

ΜΑΘΗΜΑΤΑ

ΔΙΑΦΟΡΙΚΟΥ ΚΑΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΤΙΚΟΥ

ΛΟΓΙΣΜΟΥ,

ΕΡΑΝΙΣΘΕΝΤΑ

Τ Η Ο

ΤΟΥ ΑΝΤΙΣΤΡΑΤΗΓΜΑΤΑΡΧΟΥ ΤΟΥ ΠΥΡΟΒΟΛΙΚΟΥ

ΜΙΧΑΗΛ ΣΟΦΙΑΝΟΥ,

ΑΡΧΑΙΟΥ ΜΑΘΗΤΟΥ ΤΗΣ ΣΤΡΑΤΙΩΤΙΚΗΣ ΤΩΝ ΕΥΕΛΠΙΔΩΝ
ΣΧΟΛΗΣ, ΝΥΝ ΔΕ ΚΛΗΡΗΤΟΥ ΤΩΝ ΜΑΘΗΜΑΤΙΚΩΝ
ΕΝ Τῇ ΑΥΤῇ ΣΧΟΛῃ,

Πρὸς χρῆσιν τῶν μαθητῶν αὐτοῦ.



ΕΝ ΑΘΗΝΑΙΣ,


ΕΚ ΤΟΥ ΤΥΠΟΓΡΑΦΕΙΟΥ Κ. ΑΝΤΩΝΙΑΔΟΥ,

ΑΠΕΝΑΝΤΙ ΤΗΣ ΡΟΜΒΗΣ, ΑΡΙΘ. 177.

ΜΑΘΗΜΑΤΑ
ΔΙΑΦΟΡΙΚΟΥ ΚΑΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΤΙΚΟΥ ΛΟΓΙΣΜΟΥ.
ΜΕΡΟΣ ΠΡΩΤΟΝ.

ΔΙΑΦΟΡΙΚΟΣ ΛΟΓΙΣΜΟΣ.

Α΄. ΠΕΡΙ ΤΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΕΝ ΓΕΝΕΙ. — ΠΕΡΙ ΤΩΝ ΠΑΡΑΤΟΜΕΝΩΝ
ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΚΑΙ ΠΕΡΙ ΤΩΝ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ.

1.  αλγεβρική ανάλυσις θεωρεί σχέσεις υπάρχουσας, και δι' εξισώσεων έκτιθεμένας, μεταξύ ποσοτήτων γνωστών και ποσοτήτων άγνωστων. Κύριον αὐτῆς ἀντικείμενον εἶναι ἡ εὕρεσις τῶν ὠρισμένων τιμῶν τῶν άγνωστων, ἐπαληθευουσῶν εξισώσεις δεδομένας. Ἐν γενεῖ, ἑκάστη άγνωστος λαμβάνει τόσας τιμὰς ὅσας μονάδας περιέχει ὁ βαθμὸς τῶν εξισώσεων· ἀλλ' αἱ τιμαὶ αὗται εἰσὶν ἀείποτε ποσά ὠρισμένα, πραγματικὰ ἢ φανταστικά.

Ἢ δὲ διαφορική και ὀλοκληρωτική ανάλυσις, και ἅπαντες οἱ ἀπὸ ταύτης ἐξαρτώμενοι κλάδοι τῶν μαθηματικῶν, θεωροῦσι σχέσεις υπάρχουσας μεταξύ ποσοτήτων ἀμεταβλητῶν, ἤτοι ὧν ἡ τιμὴ διαμένει ἀείποτε ἢ αὐτῇ, και ποσοτήτων μεταβλητῶν, ἤτοι ὧν ἡ τιμὴ μεταβάλλεται ὀπωςδῆποτε. Αἱ σχέσεις αὗται δηλοῦνται ἀείποτε ἢ ἐκλαμβάνονται ὡς δηλούμεναι ὑπὸ εξισώσεων. Ἀλλ' ἐπειδὴ ὁ ἀριθμὸς τῶν μεταβλητῶν ποσῶν μείζων εἶναι τοῦ τῶν εξισώσεων, τὰ ποσά ταῦτα λαμβάνουσι ἀπειρίαν τιμῶν διαφόρων, ὑποκειμένων τῷ μόνῳ ὄρῳ τοῦ ἐπαληθεῦειν τὰς δοθείσας εξισώσεις.

2. Τεθείσθω ὅτι πρόκειται περὶ ζητήματος συγκροτουμένου ἐκ n ἐξισώσεων περιεκτικῶν μ μεταβλητῶν τοῦ ἀριθμοῦ μ ὄντος μείζονος τοῦ n . Ἐπειδὴ n ἐξισώσεις ἰσαριθμούς ἀγνώστους ὀρίζουσι, μενοῦσι $\mu - n$ μεταβλητῶν αἱ τιμαὶ εἰσὶ κατ' ἀρέσκειαν. Ἀλλ' ἅπαξ ὀρισθεῖσιν τῶν τελευταίων τιμῶν τούτων, αἱ τῶν λοιπῶν n μεταβλητῶν ἔσονται ἐντελῶς ὀρισμέναι. Τοῦτο δ' ἐκφράζομεν λέγοντες ὅτι, αἱ τελευταῖαι αὗται μεταβληταὶ εἰσὶ συνεκθέσεις τῶν πρώτων. Ἐν γένει, ἐν ἐκάστη προτάσει διακρίνονται:

1^{ον}. αἱ ἀνεξάρτητοι μεταβληταὶ, αἵτινες λαμβάνουσι παντοίας τιμὰς·

2^{ον}. αἱ μεταβληταὶ ὧν αἱ τιμαὶ εἰσὶν ὀρισμέναι, ὅταν ληφθῶσιν αἱ τῶν πρώτων ὧν εἰσὶ συνεκθέσεις. Ἡ ἐκλογὴ τῶν μεταβλητῶν αἵτινες ἔσονται ἀνεξάρτητοι, εἶναι κατὰ βούλησιν· ἀλλ' οἱ κανόνες τοῦ λογισμοῦ, ἅπαξ γινομένης τῆς ἐκλογῆς ταύτης, οὐδεμίαν ἐπιτρέπουσιν ἀλλοίωσιν ὡς πρὸς τὸ ἀντικείμενον τοῦτο κατὰ τὴν σειρὰν τῶν ἐργασιῶν, ἢ τουλάχιστον πρὸς τοιαύτην ἀλλοίωσιν ἀπαιτοῦνται μετασχηματισμοὶ ἰδιαιτέροι.

Θεωρήσωμεν δύο μεταβλητάς x, ψ , συνδεομένας μιᾷ ἐξισώσει. Ἡ τιμὴ τῆς ἑτέρας αὐτῶν, τῆς x , δύναται εἶναι ἢ τυχοῦσα· ἀλλὰ τῆ κατ' ἀρέσκειαν τιμῇ ταύτῃ συστοιχεῖ ἀείποτε τιμὴ τις ὀρισμένη τῆς ψ . Λοιπὸν, x ἔσεται ἢ ἀνεξάρτητος μεταβλητῆ, καὶ ψ συνέκθεσις τῆς x .

Ὅταν ἔχωμεν τρεῖς μεταβλητάς x, ψ, ω , μιαν δ' ἐξισώσιν συνδέουσαν αὐτάς, θεωροῦμεν δύο, τὰς x, ψ , ὡς ἀνεξαρτήτους· τότε ω ἔσεται συνέκθεσις τῶν x καὶ ψ . Ὑπαρχουσῶν ὁμῶς δύο ἐξισώσεων περιεκτικῶν x, ψ, ω , μόνη x ἔσεται ἀνεξάρτητος μεταβλητῆ, αἱ δὲ ψ, ω , ἐκάστη συνέκθεσις τῆς x . Καὶ οὕτω καθεξῆς.

3. Δηλοῦμεν ὅτι ποσότης τις ψ εἶναι συνέκθεσις ἑτέρας x , γράφοντες,

$$\psi = \Sigma(x), \quad \text{ἢ} \quad \psi = \sigma(x), \quad \text{κ. τ. ἔ.}$$

ἐννοοῦμεν δὲ ὅτι ψ λαμβάνει τιμὴν ὀρισμένην ὅταν δοθῇ τῇ x τιμὴ οἰαδήποτε.

Ὅταν ω ἦναι συνέκθεσις δύο μεταβλητῶν x, ψ , γράφομεν·

$$\omega = \Sigma(x, \psi), \quad \text{ἢ} \quad \omega = \sigma(x, \psi), \quad \text{κ. τ. ἔ.}$$

Πᾶσα ἐκθεσις ἀναλυτικῆ συγκροτουμένη ὅπωςδήποτε ἐκ ποσοτήτων μεταβλητῶν, x, ψ, ω , καὶ ἐκ ποσοτήτων ἀτρέπτων, δηλοῦται οὕτω·

$$\Sigma(x, \psi, \omega) = 0, \quad \text{ἢ} \quad \sigma(x, \psi, \omega) = 0, \quad \text{κ. τ. ἔ.}$$

Ὅταν δὲ ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἐπιλυθῇ πρὸς ω , λαμβάνει τὴν προηγουμένην μορφήν.

4. Ἐστω δοθεῖσα ἡ σχέσηις

$$\psi = \Sigma(x).$$

ὑποθέσωμεν ὅτι δίδομεν τῇ ἀνεξαρτήτῃ μεταβλητῇ x πᾶσαν τιμὴν ἀπὸ $-\infty$ μέχρι $+\infty$. Ἐκάστη τῶν τιμῶν τούτων συστοιχεῖ τιμὴ τις τῆς συνεκθέσεως ψ . Ἡ Γεωμετρία δίδει τὸ μέσον τοῦ παριστάνειν τὴν διαδοχὴν τῶν τιμῶν τούτων. Θεωρητέον x ὡς τετμημένην, λογιζομένην ἀπὸ ἀρχῆς μονίμου ἐπὶ τινος ἄξονος, καὶ ψ ὡς τὴν ἀντιστοιχοῦσαν τεταγμένην, λογιζομένην ἐπὶ ἄξονος πρὸς ὀρθὰς τῷ πρώτῳ (Σχ. 1). Αἱ τιμαὶ τῆς ψ αἱ ἀντιστοιχοῦσαι ταῖς τιμαῖς τῆς x , ἐν τῇ δοθείσῃ ἐξισώσει, ἀνήκουσιν εἰς γραμμὴν MN , ἣς ἡ μορφή παρίσται τὴν πρὸδον τῶν περὶ ὧν ὁ λόγος τιμῶν. Ἀπαιτεῖται νὰ φανταζώμεθα ἀείποτε τὸ σύνολον τῶν συστοιχῶν τιμῶν τῶν δύο τούτων μεταβλητῶν, οὐχὶ δὲ τὴν δεῖνα ἰδιαιτέραν τιμὴν τῆς x σὺν τῇ συστοιχῇ τιμῇ τῆς ψ .

5. Ἐκ τῶν ἰδιωμάτων ἅτινα παρουσιάζει ἡ συνέκθεσις $\psi = \Sigma(x)$, ἢ ἡ ταύτην ἐμφαινουσα γραμμὴ, τὸ μᾶλλον ἄξιον παρατηρήσεως, ὑπερ εἶναι καὶ τὸ κύριον ἀντικείμενον τοῦ ΔΙΔΟΡΙΚΟῦ ἢ τοῦ ΤΩΝ ΑΠΕΙΡΟΣΤΩΝ ΛΟΓΙΣΜΟῦ, καὶ οὗτινος ἡ θεωρία ἐμφιλοχωρεῖ εἰς ἀπάσας τοῦ λογισμοῦ τούτου τὰς ἐφαρμογὰς εἰς τὴν φυσικὴν καὶ τὰς τέχνας, εἶναι ὁ βαθμὸς τῆς ταχύτητος μεθ' οὗ ἡ συνέκθεσις μεταβάλλεται, μεταβαλλομένης τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς. Ὁ βαθμὸς οὗτος

της ταχύτητος της αύξήσεως της συνεκθέσεως, όταν αύξάνη ή μεταβλητή, δυνατόν να διαφέρει ούχι μόνον ἀφ' ἐτέρας εἰς ἐτέραν συνέκθεσιν, ἀλλὰ καὶ ἐν τῇ αὐτῇ συνεκθέσει, κατὰ τὴν ἀποδιδομένην τιμὴν τῇ μεταβλητῇ, ἀφ' ἧς ὑποτίθεται ἀρχομένη ἢ αὐξήσις τῆς τελευταίας ταύτης. Ὅπως λάβωμεν ἀκριβῆ γνῶσιν τοῦ ἀντικειμένου τούτου, δώσωμεν τῇ x τιμὴν ὠρισμένην ΑΠ, ἐφ' ἣν ἀντιστοιχεῖ τιμὴ ἐπίσης ὠρισμένη $\psi = \Sigma(x)$, ἢ ΠΜ. Ὑποθέσωμεν ἤδη ὅτι x αὐξάνει ἀπὸ τῆς τιμῆς ταύτης κατὰ ποσὸν οἴονδ' ἄποτε ΠΚ, ὃ καλέσομεν Δx. Ἡ συνέκθεσις ψ μεταβληθῆσεται, κατὰ συνέπειαν, κατὰ ποσὸν ὃ δηλώσωμεν Δψ. Οὕτως ἔξομεν

$$\psi + \Delta\psi = \Sigma(x + \Delta x), \quad \eta \quad \Delta\psi = \Sigma(x + \Delta x) - \Sigma(x).$$

NK παριστᾷ ἐπὶ τοῦ σχήματος τὴν νέαν τιμὴν τῆς συνεκθέσεως ψ , καὶ NP τὴν Δψ, ἣτοι τὴν μεταβολὴν ἣν λαμβάνει ἡ συνέκθεσις αὕτη. Τὸν λόγον $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ τῆς αὐξήσεως τῆς συνεκθέσεως πρὸς τὴν αὐξήσιν τῆς μεταβλητῆς, οὕτινος ἡ ἐκθεσις εἶναι

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{\Sigma(x + \Delta x) - \Sigma(x)}{\Delta x},$$

ἐμφαίνει ἡ τριγωνομετρικὴ ἐφαπτομένη τῆς γωνίας NMP, ὑπὸ τῆς τεμνούσης MN καὶ τοῦ ἄξονος τῶν x περιεχομένης.

6. Δῆλον ὅτι, ὁ λόγος $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ εἶναι ἡ φυσικὴ ἔκφρασις

τοῦ ιδιώματος περὶ οὗ ὠμιλήσαμεν ἣτοι τοῦ βαθμοῦ τῆς ταχύτητος μεθ' οὗ ἡ συνέκθεσις ψ αὐξάνει, αὐξανομένης τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς x. Διότι, ὅσον μείζων ἔσεται ἡ τιμὴ τοῦ λόγου τούτου, τοσοῦτον μείζων ἔσεται καὶ ἡ αὐξήσις τῆς συνεκθέσεως, γινομένη συνεπεία τῆς κατὰ τὸ δοθὲν μέγεθος Δx αὐξήσεως τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς. Παρατηρητέον ὅμως ὅτι, ἡ τιμὴ τοῦ λόγου $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ (ἐξαιρέσει μόνως

τῆς περιπτώσεως καθ' ἣν ἡ γραμμὴ MN εἶναι εὐθεῖα) ἐξαρτάται, οὐχι μόνον ἀπὸ τῆς διδομένης τιμῆς τῆ x, ἣτοι ἀπὸ τοῦ σημείου M ἐπὶ τῆς καμπύλης λαμβανομένου, ἀλλὰ προσέτι ἀπὸ τοῦ ἀπολύτου μεγέθους τοῦ τῇ αὐξήσει Δx διδομένου. Εἰ ἡ αὐξήσις αὕτη ἔμενε κατὰ βούλησιν, ἀδύνατον ἦτο νὰ δρισθῆ ἀκριβῶς τιμὴ τῷ περὶ οὗ πρόκειται λόγῳ $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$. Ἄρα, ἀπολύτως ἀναγκαῖον εἶναι νὰ

παραδεχθῶμεν ὅρον τινα ἀφαιροῦντα πᾶσαν ἐπὶ τοῦ ἀντικειμένου τούτου ἀβεβαιότητα.

Ὑποθέσωμεν ὅτι, δώσαντες τῇ Δx τιμὴν τὴν τυχοῦσαν, ἐφ' ἣν ἀντιστοιχεῖ τιμὴ τις τῆς Δψ, καὶ τις διεύθυνσις τῆς τεμνούσης MN, μειοῦμεν κατὰ μικρὸν τὴν τιμὴν τῆς Δx ὅπως ἡ αὐξήσις αὕτη καταντήσῃ ἐπὶ τέλους ἴση μηδενί. Ἡ ἀντιστοιχοῦσα αὐξήσις Δψ ἀλλοιοῦται κατὰ συνέπειαν, καὶ τείνει ἐπίσης, ἐν γένει, πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴση μηδενί. Τὸ σημεῖον N τείνει πρὸς τὸ ταυτισθῆναι τῷ M, ἡ δὲ τέμνουσα MN πρὸς τὸ ταυτισθῆναι τῇ ἐφαπτομένῃ MT τῆς καμπύλης τῇ ἀγομένῃ κατὰ τὸ σημεῖον M. Ἐπίσης ὁ λόγος $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ τῶν δύο αὐξήσεων προσεγγίζει πρὸς τι ὄριον ὃ ἐμφαίνει

ἡ τριγωνομετρικὴ ἐφαπτομένη τῆς γωνίας TMP, ὑπὸ τῆς ἐφαπτομένης MT καὶ τοῦ ἄξονος τῶν τετμημένων περιεχομένης.

7. Αἱ αὐταὶ παρατηρήσεις χωροῦσι καὶ ὅταν ἡ μεταβολὴ Δx ἦναι ἀρνητικὴ ἐλαττοῦσα τὴν τετμημένην ἀντὶ ν' αὐξάνη αὐτήν. Καθ' ὅσον ἡ ἀπόλυτος τιμὴ τῆς μεταβολῆς ταύτης ὑποτίθεται ἐλάσσων καὶ μᾶλλον προσεγγίζουσα τῇ μηδενί, ἡ ἀντιστοιχοῦσα μεταβολὴ Δψ τῆς τεταγμένης ἐπίσης προσεγγίζει τῷ μηδενί. Ἡ ζευγνύουσα τέμνουσα τὰ δύο σημεῖα τῆς καμπύλης, ἀντιστοιχοῦντα ἐπὶ τὰς τετμημένας x καὶ x + Δx, τείνει ἀδιακόπως πρὸς τὸ ταυτισθῆναι τῇ ἀγομένῃ ἐφαπτομένῃ κατὰ τὸ ἐπὶ τὴν τετμημένην x σημεῖον M. Τέλος, ἡ τιμὴ τοῦ λόγου $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ ἀμφοτέρως

ρων τῶν μεταβολῶν προσεγγίσει ἐπ' ἄπειρον τῷ ὄριῳ περὶ οὗ ἀνωτέρω ὠμιλήσαμεν ἤτοι, τῇ τριγωνομετρικῇ ἐφαπτομένη τῆς γωνίας, ὑπὸ τῆς ἐφαπτομένης τῆς καμπύλης καὶ τοῦ ἄξονος τῶν τετμημένων περιεχομένης.

8. Βλέπομεν ὅτι, ὅταν ἡ ἀύξησις Δx, καὶ κατὰ συνέπειαν ἡ ἀντιστοιχοῦσα ἀύξησις Δψ, μειοῦνται βαθμηδὸν τείνουνται πρὸς τὸ ἰσῶθῆναι μηδενί, ὁ λόγος $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ τῶν

ἀύξήσεων τούτων προσεγγίζει ἐν γένει ὄριῳ, οὗτινος ἡ τιμὴ εἶναι πεπερασμένη καὶ ὠρισμένη (*). Ἄρα, τὴν τῷ ὄριῳ τούτῳ ἀντιστοιχοῦσαν τιμὴν τοῦ λόγου $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$, θεωρητέον

ὡς δίδουσαν τὸ ἀληθὲς καὶ ἀκριβὲς μέτρον τῆς ιδιότητος περὶ ἧς λόγος ἐν § 5 ἤτοι τῆς ταχύτητος μετ' ἧς ἡ συνέθεσις μεταβάλλεται, μεταβαλλομένης τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς· διότι ἐν τῇ ἐκθέσει τῆς τιμῆς ταύτης, οὐδὲν μένει κατ' ἀρέσκειαν· δὲν ἐξαρτᾶται πλέον αὕτη ἀπὸ τῶν ἀπολύτων τιμῶν τῶν ἀύξήσεων Δx καὶ Δψ, οὔτε ἀπὸ τοῦ σχήματος τῆς καμπύλης ἐν ἀποστάσει πεπερασμένην ἑκατέρωθεν τοῦ σημείου M. Ἐξαρτᾶται μόνον ἀπὸ τῆς διευσθύνσεως τῆς καμπύλης κατὰ τὸ σημεῖον τοῦτο ἤτοι, ἐκ τῆς κλίσεως τῆς ἐφαπτομένης ἐπὶ τὸν ἄξονα τῶν τετμημένων. Ὁ λόγος, οὕτως ὀριζόμενος, ἐκφράζει ὑπερὸ ΝΕΥΤΩΝ ὠνόμαζε ῥοήν τῆς τεταγμένης. Ὅσον ἀφορᾷ τὸν τρόπον τοῦ εὑρίσκειν, ἐν ἐκάστη μερικῇ περιπτώσει, τὴν τιμὴν αὐτοῦ, φανερόν ὅτι ἀρκεῖ θεωρῆσαι τὴν γενικὴν ἐκθεσιν

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{\Sigma(x + \Delta x) - \Sigma(x)}{\Delta x},$$

(*) Ποσὸν λέγεται ὄριον ἑτέρου ποσοῦ, ὅταν τὸ τελευταῖον τοῦτο δύναται προσεγγίσει τῷ πρώτῳ μετριστῷ ἢ ἀπ' ἀλλήλων διαφορά εἶη ὅσον βουλόμιστα ἐλαχίστη, χωρὶς ὅμως νὰ κατασταθῶσιν ἀκριβῶς ἴσα τὰ ποσά ταῦτα. Ὄντω, τὸ ὄριον συνεκθεσίως τινος εἶναι ἡ τιμὴ πρὸς ἣν προσχωρεῖ ἡ συνέθεσις αὕτη καθ' ὅσον ἡ μεταβλητὴ ἀφ' ἧς ἐξαρτᾶται προσχωρεῖ καὶ αὕτη πρὸς τινὰ τιμὴν ὠρισμένην. Ἀλλὰ δὲ ὅτι ἡ αὕτη ποσότης ἀδύνατον νὰ τείνη συγχρόνως πρὸς δύο ὄρια ἄνισα.

ζητῆσαι· δὲ τὸ ὄριον ᾧ αὕτη προσεγγίζει καθ' ὅσον Δx λαμβάνει τιμὰς μᾶλλον καὶ μᾶλλον ἐλάσσονας, τείνουσα πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴση μηδενί. Τὸ ὄριον τοῦτο ἔσεται συνέθεσις τις τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς, τῆς δὲ συνέθεσεως ταύτης ἡ φύσις ἐξαρτᾶται ἀπὸ τὴν τῆς δοθείσης Σ(x).

9. Ἀναγκαῖον διακρίνει τὴν περίπτωσιν καθ' ἣν οὕτω θεωροῦμεν τὴν ἀύξησιν Δx τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς ὡς προσεγγίζουσαν ἐπ' ἄπειρον τῷ μηδενί, ἢ ἔχουσαν τιμὴν ἀόριστον ἐλάσσονα παντὸς ἀριθμοῦ δεδομένου. Ἢ ἀύξησις αὕτη καλεῖται τότε ἀπειροστον ἢ ἀπειροστημόριον. Ἢ ἀντιστοιχοῦσα ἀύξησις Δψ τότε ἔχει ἐπίσης ἐν γένει τιμὴν ἐλάσσονα παντὸς ἀριθμοῦ δεδομένου, ἢ ἀπειροστημόριον, ἢ ὁ λόγος πρὸς Δx εἶναι ὠρισμένος. Τὸν λόγον τοῦτον θεωρητέον ὡς ἐπ' ἄπειρον προσεγγίζοντα τῷ ὄριῳ περὶ οὗ εἵπομεν ἀνωτέρω, ἢ ὡς διαφέροντα αὐτοῦ κατὰ ποσὸν ἔλαττον παντὸς ἀριθμοῦ δεδομένου.

Ἐπειδὴ ἡ θεωρία τοῦ περὶ οὗ λόγος ὄριου ἐστὶν οὐσιωδεδεστάτη, οἱ Μαθηματικοὶ προσέταξαν αὐτῷ ὀνομασίας καὶ σημεῖα ἴδια. Αἱ μεταβολαὶ Δx, Δψ, καλοῦνται ἐν γένει αἱ διαφοραὶ τῆς μεταβλητῆς x καὶ τῆς συνέθεσεως ψ· διότι, Δx θεωρεῖται ὡς ἡ διαφορά δύο διαδοχικῶν τιμῶν τῆς x, καὶ Δψ ὡς ἡ διαφορά τῶν δύο ἀντιστοιχοῦσων τιμῶν τῆς ψ. Ὅταν δὲ Δx καὶ Δψ ὑποτεθῶσιν ἀπειροστά, αἱ διαφοραὶ αὗται καλοῦνται ὑποκοριστικῶς τὰ διαφορικά τῶν μεταβλητῶν x καὶ ψ. Πρὸς διάκρισιν τῆς περιπτώσεως ταύτης, ποιοῦσι χρῆσιν, ἀντὶ τοῦ Δ, τὸ χαρακτηριστικὸν δ,

γράφοντες δx καὶ δψ. Τὸ ὄριον πρὸς δ τείνει ὁ λόγος $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$,

καθ' ὅσον Δx ἥττον διαφέρει μηδενός, δηλοῦται ὑπὸ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$.

Ἢ συνέθεσις τῆς x, ἣτις δίδει τὴν τιμὴν τοῦ ὄριου $\frac{\delta\psi}{\delta x}$,

καλεῖται συντελεστῆς διαφορικῆς, ἢ κατὰ ΛΑΓΡΑΓΓΙΟΝ, συνέθεσις παραγομένη· διότι παράγεται ἐκ τῆς ἀρχικῆς

συνεκθέσεως $\Sigma(x)$, και προκύπτει ἐξ αὐτῆς δι' ἐργασιῶν ὠρισμένων.

ΣΗΜ. Ὑπὸ τὴν τελευταίαν ταύτην ἐποψιν θεωρῶν τὸ περὶ οὗ ὁ λόγος ὄριον, ὁ αὐτὸς Γεωμέτρης παριστᾷ τὴν παραγομένην συνέθεσιν τῆς ψ ἢ $\Sigma(x)$, διὰ ψ' ἢ $\Sigma'(x)$ τῶν τοιούτων δὲ δηλώσεων συνεχῶς ποιῶσαι χρῆσιν οἱ Γεωμετροῦντες.

10. Παρατηρητέον ὅτι, τὸ ἀπόστημα NP, τὸ τὴν διαφορὰν $\Delta\psi$ ἐμφαίνον, συντίθεται ἐκ δύο μερῶν, TP και NT, ἀμφοτέρων τεινόντων πρὸς τὸ μηδενισθῆναι ὅταν Δx προσεγγίζῃ τῷ μηδενί. Ἐπειδὴ ἡ τριγωνομετρικὴ ἐφαπτομένη τῆς γωνίας TMP εἶναι τὸ ὄριον τοῦ $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$, ἢ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, ἔχο-

μεν $TP = \frac{\delta\psi}{\delta x} \Delta x$. Ἐπειδὴ δὲ ἡ γραμμὴ NT μηδενίζεται συγχρόνως τῇ Δx , δύναται αὕτη δηλωθῆναι ἐν γένει ὑπὸ $\omega \Delta x$, ω δηλούσης συνέθεσιν τινὰ τῶν x και Δx . Λοιπὸν γράφομεν γενικῶς

$$\Delta\psi = \left(\frac{\delta\psi}{\delta x} + \omega \right) \Delta x, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{\delta\psi}{\delta x} + \omega.$$

Ἐφ' ὅσον αἱ ἀξήσεις Δx , $\Delta\psi$, διατηρήσουσι τιμὰς ὑπαρχούσας, ὅσον βουλόμεθα μικρὰς, ἢ ποσότης ω διατηρήσει και αὕτη τιμὴν ὁμοίαν. Ἀλλ' ἐὰν θέσωμεν $\Delta x = 0$, ἔξομεν $\omega = 0$. διότι, τῇ ὑποθέσει ταύτῃ, ὁ λόγος $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ ἀποκαθίσταται ἴσος $\frac{\delta\psi}{\delta x}$.

Λοιπὸν, εἰ βουλόμεθα δηλῶσαι ὅτι θεωροῦμεν, οὐχὶ τὴν ἀληθῆ τιμὴν τοῦ λόγου $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$, ἀλλὰ τὸ ὄριον πρὸς ὃ τείνει ἡ τιμὴ αὕτη, ὅταν Δx και $\Delta\psi$ τείνωσι πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴσαι μηδενί, ὅπερ γίνεται, ὡς προείρηται, τῇ ἀντικαταστάσει δx ἀντὶ Δx και $\delta\psi$ ἀντὶ $\Delta\psi$, ὑποθετέον ω μηδὲν και γραπτέον ἀπλῶς $\delta\psi = \frac{\delta\psi}{\delta x} \delta x$. Τοῦτο ἐκφρά-

ζομεν λέγοντες ὅτι τὸ ἀπειροστόν, ἢτοι τὸ διαφορικὸν τῆς συνεχέσεως ψ ἰσοῦται τῷ γινομένῳ τοῦ διαφορικοῦ δx τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς ἐπὶ τὸ ὄριον $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ τοῦ λόγου

$\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ τῶν συστοίχων διαφορῶν τῶν δύο μεταβλητῶν.

Τοῦτου ἕνεκα τὸ ὄριον τοῦτο $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ καλεῖται *συντελεστὴς διαφορικῶς*.

11. Ἀνακεφαλαιοῦντες τὰς προεκτεθείσας γνώσεις και θεωροῦντες συνέθεσιν τινὰ ψ μιᾶς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς x , πρέπει νὰ φανταζώμεθα τὴν μεταβλητὴν x ὡς βαθμῶδὸν αὐξάνουσαν ἀπὸ $-\infty$ μέχρι $+\infty$, και λαμβάνουσαν διαδοχικῶς τιμὰς ὧν ἐκάστη ὑπερβαίνει τὴν προηγουμένην κατὰ τὴν ποσότητα δx ὑποτιθεμένην ἀπειροστούμριον, ἢτοι ἐλάσσονα παντὸς μεγέθους δεδομένου. Τὴν ποσότητα ταύτην δx , δηλοῦσαν τὴν διαφορὰν δύο διαδοχικῶν τιμῶν τῆς x , ὑποθέτομεν κατ' ἀρέσκειαν ἄτρεπτον ἢ τρεπτὴν καθ' ἅπασαν τὴν ἔκτασιν τῆς σειρᾶς. Ἀλλὰ, πρακτικῶν λόγων περὶ μεταβλητῆς ἀνεξαρτήτου, ἀπλούστερον εἶναι και σύμφωνον τῷ πνεύματι τοῦ τῶν ἀπειροστῶν λογισμοῦ, ὑποθέτειν τὸ διαφορικὸν δx ἄτρεπτον. Καθ' ὅσον οὕτω μεταβαίνομεν ἀπὸ τιμῆς a τῆς x εἰς ἑτέραν b , δι' ἀριθμοῦ ἀπείρου ὄρων ἐμμέσων διίσταμένων κατὰ τὴν μόνημον ἀπόστασιν δx , μεταβαίνομεν ἐπίσης ἀπὸ τῆς τιμῆς A τῆς συνεχέσεως ψ , συστοιχοῦσης τῇ τιμῇ a τῆς x , εἰς τὴν τιμὴν B συστοιχοῦσαν τῇ b . Ἐκάστη ἀξήσει τῆς x κατὰ τὸ διαφορικὸν δx , ψ μεταβάλλεται κατὰ τὸ ἀντιστοιχοῦν διαφορικὸν $\delta\psi$, ὅπερ δυνατὸν εἶναι θετικὸν ἢ ἀρνητικόν. Θεωροῦμεν τὸ διαφορικὸν δx , ὅπερ εἶναι κατ' ἀρέσκειαν, ὡς ἄτρεπτον, και δίδομεν αὐτῷ ἀείποτε τὴν αὐτὴν τιμὴν, αἰαδήποτε εἶναι ἡ x . Ἀλλ' ὅταν x και δx δοθῶσι, $\delta\psi$ ἐξαρτᾶται ἐκ τῆς φύσεως τῆς συνεχέσεως. Τὸ τελευταῖον τοῦτο διαφορικὸν λαμβάνομεν ἀφ' οὗ ὀρίσωμεν, συνεκθέσει

τῆς μεταβλητῆς x , τὴν ἔκθεσιν τοῦ ὄριου $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ τῆς λόγου

$\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$. διότι ἔχομεν πάντοτε $\delta\psi = \frac{\delta\psi}{\delta x} \delta x$. Τὸ ὄριον

τοῦτο $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ἐκφράζει καὶ μετρεῖ τὴν ταχύτητα μεθ' ἧς ἡ

τιμὴ τῆς συνεκθέσεως μεταβάλλεται κατὰ τὰ διάφορα μέρη τῆς σειρᾶς αὐτῆς, καθ' ὅσον ἡ μεταβλητὴ μεταβάλλεται καὶ αὕτη.

12. Μίαν εἰσέτι προσέσομεν ἐναργεστάτην παρατήρησιν. Τὰ ἀπειροστὰ δx καὶ $\delta\psi$, περὶ ὧν λόγος ἀνωτέρω, δηλοῦσιν ἀείποτε ποσὰ τῆς αὐτῆς φύσεως πρὸς τὰ δηλούμενα ὑπὸ τῶν μεταβλητῶν x καὶ ψ . Οὕτως, ἐν τῇ Γεωμετρῖᾳ, ὅταν x ἐμφαίνῃ γραμμὴν, ἐπιφάνειαν, ἢ στερεόν, ἐπίσης τὸ διαφορικὸν δx ἐμφαίνει γραμμὴν, ἐπιφάνειαν, ἢ στερεόν. Τὰ διαφορικὰ εἰσὶ ποσὰ ὑποτιθέμενα ἐλάχιστονα παντὸς μεγέθους δεδομένου· ἀλλ' ἡ ὑπόθεσις αὕτη οὐδὲν ἄλλοιοῖ τὴν φύσιν αὐτῶν· δx καὶ $\delta\psi$ εἰσὶν ἀείποτε ὁμογενῆ πρὸς τὰς x καὶ ψ · ἤτοι δηλοῦσι τὸν αὐτὸν ἀριθμὸν διαστάσεων τῆς μονάδος δι' ἧς αἱ τιμαὶ τῶν μεταβλητῶν τούτων ἐκφράζονται.

Β'. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΣΜΟΥ ΤΩΝ ΑἰΛΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ἢ Κ ΜΙΑΣ ΜΕΤΑΒΛΗΤΗΣ ΣΥΓΚΡΟΤΟΥΜΕΝΩΝ.

13. Διαφορίσαι συνέκθεσιν τινὰ,

$$\psi = \Sigma(x),$$

σημαίνει τὸ ζητῆσαι τὴν ἔκθεσιν τοῦ διαφορικοῦ αὐτῆς $\delta\psi$ · ἤτοι τῆς ἀπειροστημορλου μεταβολῆς ἢν ἡ συνέκθεσις ψ λαμβάνει, ὅταν ἡ ἀνεξάρτητος μεταβλητὴ x αὐξήσῃ κατὰ τὸ ἀπειροστὸν αὐτῆς δx . Κατὰ τὰ προαποδεδωμένα, ἡ ἔρευνα αὕτη ἄγεται εἰς τὴν θεωρίαν τοῦ λόγου

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{\Sigma(x + \Delta x) - \Sigma(x)}{\Delta x},$$

καὶ τὸν ὄρισμὸν τοῦ ὄριου $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, ὃ ὁ λόγος αὗτος προσεγγί-
ζει ἐπ' ἀπειρον, καθ' ὅσον Δx προσεγγίζει εἰς τὸ καταστα-

θῆναι ἴση μηδενί. Ἐξομεν, τῷ ὄντι, διὰ τὸ ζητούμενον διαφορικὸν

$$\delta\psi = \frac{\delta\psi}{\delta x} \delta x.$$

14. Ἐν τῇ ἀναλύσει ὑπάρχουσιν ὀλίγαι τινες συνεκθέσεις ἀπλᾶι ἢ στοιχειώδεις, ἐν αἷς ἡ ἔκθεσις τοῦ περὶ οὗ ὁ λόγος ὄριου ἀπαιτεῖ ἔρευναν εἰδικήν, ἧς ἐκτελεσθείσης διὰ τὰς συνεκθέσεις ταύτας, πᾶσα ἑτέρα συνέκθεσις, ὑπὸ τῶν πρώτων ἀείποτε συγκεκροτημένη, οὐδεμίαν δυσκολίαν παρουσιάζει.

Αἱ ἀπλᾶι αὗται συνεκθέσεις, αἰ διαδοχικῶς θεωρήσωμεν, εἰσὶν αἱ ἑξῆς.

1^{ον}. Ἡ συνέκθεσις x^m . ἤτοι ἡ μεταβλητὴ ὑψουμένη εἰς δύναμιν δηλουμένην ὑπὸ τοῦ δείκτου m , ἀριθμοῦ ὄντος οἰουδήποτε ἀτρέπτου, ἀκεραίου ἢ κλασματικοῦ, θετικοῦ ἢ ἀρνητικοῦ.

2^{ον}. Ἡ λογαριθμικὴ συνέκθεσις, $\log x$. Γινώσκωμεν ὅτι, διὰ $\log x$, ἐννοοῦμεν τὸν δείκτην τῆς δυνάμεως ἐν ἧς πρέπει νὰ ὑψωθῇ ἀριθμὸς ἀτρέπτος, βάσις τοῦ συστήματος καλούμενος, ὅπως λάβωμεν τὸν ἀριθμὸν x . Ἄρα, αὐτῆς τῆς βάσεως τοῦ συστήματος, ἔχομεν $a^{\log x} = x$. Ἐπομένως, σὺν τῇ συνέκθεσει $\log x$, ἀπαιτεῖται ἀείποτε ἡ γνῶσις τῆς βάσεως τοῦ συστήματος εἰς ὃ ὁ λογάριθμος ἀνήκει.

3^{ον}. Ἡ δεικτικὴ συνέκθεσις a^x , ἐν ἧς ἡ μεταβλητὴ εἶναι ὁ δείκτης τῆς δυνάμεως εἰς ἣν ἀριθμὸς τις ἀτρέπτος ὑψοῦται.

4^{ον}. Αἱ τριγωνομετρικαὶ συνεκθέσεις $\sin x$, $\cos x$, ἐν αἷς x δηλοῖ τόξον τὸ τυχὸν λογιζόμενον ἀπὸ ἀρχῆς μονίμου ἐπὶ τῆς περιφερείας κύκλου, οὔτινος ἢ ἀκτὸς ἰσοῦται μονάδι.

1^{ου}. Συνέκθεσις $\psi = x^\mu$.

15. Απλουστέρα περίπτωσις είναι εκείνη καθ' ἣν ὁ δείκτης μ είναι ἀριθμὸς ἀκέραιος θετικός. Εὐκολώτατα τότε εὐρίσκομεν τὸ διαφορικὸν τῆς συνεκθέσεως ψ . Ὁ ἐν § 13 γενικὸς τύπος δίδει

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{(x + \Delta x)^\mu - x^\mu}{\Delta x}$$

ἢ ἀναπτύσσοντες κατὰ τὸν τύπον τοῦ Νεύτωνος

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \mu x^{\mu-1} + \frac{\mu(\mu-1)}{2} x^{\mu-2} \Delta x + \frac{\mu(\mu-1)(\mu-2)}{2 \cdot 3} x^{\mu-3} (\Delta x)^2 + \dots + (\Delta x)^{\mu-1}$$

Ἄλλ' ὅταν Δx τείνη πρὸς τὸ κατασταθῆναι μηδέν, ἅπαντες οἱ ὅροι, πλὴν τοῦ πρώτου, τοῦ δευτέρου μέλους τείνουσιν ἐπίσης πρὸς τὸ μηδενισθῆναι. Ἄρα, τὸ ὄριον τοῦ λόγου $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$,

ἦτοι ὁ διαφορικὸς συντελεστής ἢ ἡ παραγομένη συνέκθεσις τῆς x^μ , εἶναι

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \mu x^{\mu-1}$$

Ἐπομένως, τὸ διαφορικὸν τῆς συνεκθέσεως ταύτης εἶναι

$$\delta\psi = \mu x^{\mu-1} \delta x$$

16. Ὁ τύπος οὗτος δίδει ἐπίσης τὴν ἐκθεσιν τοῦ ζητουμένου διαφορικοῦ οἷοςδήποτε εἶναι ὁ ἄτρεπτος δείκτης μ , ὡς δείξομεν ἐφεξῆς.

Παρατηρητέον ὅτι, ἡ ἐκθεσις τῆς ποσότητος $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ τίθεται ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{\left(1 + \frac{\Delta x}{x}\right)^\mu - 1}{\frac{\Delta x}{x}} x^{\mu-1}$$

Καλοῦμεν, πρὸς συντομίαν, $\frac{\Delta x}{x} = a$. Ἄλλον ὅτι πρόκειται εὐρεῖν τὸ ὄριον ᾧ προσεγγίζει ἐπ' ἄπειρον ὁ λόγος $\frac{(1+a)^\mu - 1}{a}$, ὅταν ἡ ποσότης a τείνη πρὸς τὸ μηδέν.

Ἄλλ' ὅταν a ὑποτεθῇ ἀπειροστὸν, δηλον ὅτι δυνάμεθα γράψαι

$$(1+a)^\mu = 1 + \beta,$$

β οὔσης ἐπίσης ποσότητος ἀπειροσθημορίου μηδενιζομένης σὺν a . Ἡ προηγουμένη ἐκθεσις τοῦ $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ καθίσταται τότε

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{\beta}{a} x^{\mu-1}$$

Ὡστε, πρόκειται τέλος εὐρεῖν τὸ ὄριον τοῦ λόγου $\frac{\beta}{a}$.

17. Πρὸς τοῦτο, θεωρήσωμεν τὸν τύπον

$$(1+a)^{\frac{1}{\tau}}$$

καὶ ζητήσωμεν τὸ ὄριον πρὸς ὃ τείνει ἡ τιμὴ αὐτοῦ ὅταν a τείνη πρὸς τὸ γενέσθαι ἴση μηδενί. Ἐπειδὴ a θεωρεῖται ἔχουσα τιμὴν οἰανδήποτε, πλὴν πάντοτε ἐλάσσονα παντὸς μεγέθους δεδομένου, δυνάμεθα γράψαι $a = \frac{1}{\tau}$, τ δη-

λοῦντος ἀριθμὸν ἀκέραιον μείζονα παντὸς ἀριθμοῦ δεδομένου. Ἡ περὶ ἧς λόγος ἐκθεσις καθίσταται τότε

$$\left(1 + \frac{1}{\tau}\right)^\tau$$

Ἀναπτύσσοντες αὐτὴν ἔχομεν,

$$\left(1 + \frac{1}{\tau}\right)^\tau = 1 + \tau \frac{1}{\tau} + \frac{\tau(\tau-1)}{2\tau^2} + \frac{\tau(\tau-1)(\tau-2)}{2 \cdot 3\tau^3} + \dots$$

ή

$$\left(1 + \frac{1}{\tau}\right)^\tau = 1 + 1 + \frac{1}{2} + \frac{\left(1 - \frac{1}{\tau}\right)\left(1 - \frac{2}{\tau}\right)}{2 \cdot 3} + \frac{\left(1 - \frac{1}{\tau}\right)\left(1 - \frac{2}{\tau}\right)\left(1 - \frac{3}{\tau}\right)}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \dots$$

Αλλ' όταν υποθέσωμεν τ αυξανοντα επ' άπειρον, άπαντες οι αριθμηται εκάστου όρου του εκτυλίγματος τούτου τενούσι προς το ίσωθῆναι μονάδι. Άρα συνάγομεν ότι, το όριον ή

επ' άπειρον προσεγγίζει ή εκθεσις $(1 + a)^{\frac{1}{a}}$, όταν α τείνη προς το μηδέν, δηλοῦται τῆ σειρά:

$$1 + 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{2 \cdot 3} + \frac{1}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \frac{1}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5} + \dots$$

Πρόδηλον ότι ή σειρά αύτη είναι προσχωρούσα: ήτοι, λαμβανομένου αριθμοῦ όρων μάλλον και μάλλον μειζονος, τα εξηγόμενα προσεγγίζουν μάλλον και μάλλον αριθμῶ εκμέτρῳ εν οὐδέποτε υπερβαίνουσι. Τῶ ὄντι, επειδή άπαντες οι όροι εισι θετικοι, το άθροισμα αυτών προσδεύει αυξανον καθ' όσον συγκροτεται υπό μειζονος αριθμοῦ όρων: ευκόλως δὲ διακρίνομεν δύο όρια απολαμβάνοντα το άθροισμα τούτο. Η τιμή αυτού μειζων είναι 2, ελάσσων δὲ τοῦ 2 αυξανομένου κατὰ τὴν γεωμετρικὴν πρόδον $\frac{1}{2} + \frac{1}{4} + \frac{1}{8} + \frac{1}{16} + \frac{1}{32} + \dots$ κ.τ.έ. Το άθροισμα της πρόδου ταύτης, υποτιθεμένης επ' άπειρον προαγομένης, ίσοῦται μονάδι. Άρα, ή τιμή της σειράς απολαμβάνεται μεταξὺ 2 και 3. Ο λογισμὸς αυτης είναι ευκόλος: περιοριζόμενοι εις ἑξ δεκαδικὰ εύρίσκομεν:

$$1 + 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{2 \cdot 3} + \frac{1}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \dots = 2,718282.$$

Οι Μαθηματικοι παριστάνουσι συνήθως τῶ e τὸν αριθμὸν τούτον, λίαν χρήσιμον ἐν τῆ ἀναλύσει.

Εκ τῶν προεκτεθέντων συνάγομεν ότι, το όριον της εκθεσεως $(1 + a)^{\frac{1}{a}}$, όταν α τείνη προς το ίσωθῆναι μηδενί, είναι δ ανωτέρω εύρεθεισ ἀριθμὸς e.

ΣΗΜ. Η αύτη πρότασις υπάρχει και όταν α ήναι ποσότησ ἀρνητικῆ. Τῶ ὄντι, δυνάμεθα γράψαι

$$1 - a = \frac{1}{1 + \epsilon}$$

ε δηλοῦντος άπειροσμηόριον ποσότητα μηδενιζομένην σὺν α. Εντεῦθεν λαμβάνομεν

$$(1 - a)^{\frac{1}{a}} = (1 + \epsilon)^{\frac{1}{\epsilon}} (1 + \epsilon).$$

Επειδὴ το όριον τοῦ δευτέρου μέλους είναι ο αριθμὸς e, ο αύτός επίσης είναι το όριον τοῦ πρώτου.

18. Επανέλθωμεν ἤδη εις τὴν ἐξίσωσιν

$$(1 + a)^\mu = 1 + \beta.$$

Λάβωμεν τοὺς λογαριθμοὺς ἐν τῶ τυχόντι συστήματι:

$$\mu \log(1 + a) = \log(1 + \beta), \quad \text{ὅθεν} \quad \frac{\log(1 + \beta)}{\log(1 + a)} = \mu.$$

υποθέτοντες δὲ α και β άπειροστα, ἔχομεν ἐν τῶ δρίῳ

$$(1 + a)^{\frac{1}{a}} = e, \quad (1 + \beta)^{\frac{1}{\beta}} = e.$$

επομένως,

$$\frac{1}{a} \log(1 + a) = \log e, \quad \frac{1}{\beta} \log(1 + \beta) = \log e,$$

$$\text{ὅθεν} \quad \frac{\log(1 + \beta)}{\log(1 + a)} = \frac{\beta}{a}.$$

$$\text{Άρα} \quad \frac{\beta}{a} = \mu.$$



Λοιπόν, ἐν γένει, ἡ ἐκθεσις τοῦ ζητουμένου διαφορικοῦ συντελεστοῦ εἶναι

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \mu x^{\mu-1},$$

ὁμοίᾳ τῇ ἐν § 15 εὐρεθείσῃ, ἐξ ἧς συνάγομεν

$$\delta(x^\mu) = \mu x^{\mu-1} \delta x.$$

19. Δύο περιπτώσεις ἰδιαίτεραι, συνεχῶς παρουσιαζόμεναι, εἰσὶν ἀξίαι παρατηρήσεως.

Ὅταν $\mu = \frac{1}{2}$, ὁ προηγούμενος τύπος δίδει·

$$\delta\sqrt{x} = \delta(x^{\frac{1}{2}}) = \frac{\delta x}{2\sqrt{x}}.$$

Ὅταν $\mu = -1$, ὁ αὐτὸς τύπος δίδει

$$\delta\frac{1}{x} = \delta(x^{-1}) = -\frac{\delta x}{x^2}.$$

2^{ον}. Συνέκθεσις λογαριθμικῆ $\psi = \log x$.

20. Ὁ ἐν § 13 γενικὸς τύπος δίδει·

$$\Delta\psi = \frac{\log(x+\Delta x) - \log x}{\Delta x} = \frac{\log\left(1 + \frac{\Delta x}{x}\right)}{\Delta x}.$$

Ἀλλὰ κατὰ § 18, ὅταν Δx κατασταθῇ ἀπειροστόν, ἔχομεν

$$\log\left(1 + \frac{\Delta x}{x}\right) = \frac{\Delta x}{x} \log e.$$

Ἄρα,

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{1}{x} \log e, \quad \text{καὶ} \quad \delta\psi = \frac{\delta x}{x} \log e.$$

21. Ὁ λογάριθμος ὑποτίθεται ἀνήκων τῷ τυχόντι συστήματι. Ὅταν λαμβάνωμεν αὐτὸν ἐν τῷ συστήματι οὗτινος βᾶσις εἶναι ὁ ἀριθμὸς e , τότε ἔχομεν ἀπλῶς,

$$\delta \cdot \lambda x = \frac{\delta x}{x}.$$

Τὸ τελευταῖον τοῦτο σύστημα εἶναι τὸ τῶν ὑπερβολικῶν ἢ υπερβατικῶν καλούμενων λογαρίθμων, ὧν γενικῶς ποιοῦσι χρῆσιν ἐν τῇ ἀνάλυσει. Δηλοῦσι δὲ συνήθως αὐτοὺς τῷ γράμματι λ , πρὸς διάκρισιν ἀπὸ τῶν λογαρίθμων παντὸς ἐτέρου συστήματος δηλουμένων τῷ χαρακτῆρι \log . Οὕτως ἔχομεν

$$\frac{\delta \cdot \log x}{\delta x} = \frac{\log e}{x}, \quad \text{καὶ} \quad \frac{\delta \cdot \lambda x}{\delta x} = \frac{1}{x}.$$

3^{ον}. Συνέκθεσις δεικτικῆ $\psi = a^x$.

22. Κατὰ τὸν ἐν § 13 γενικὸν τύπον ἔχομεν,

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{a^{x+\Delta x} - a^x}{\Delta x} = \frac{a^{\Delta x} - 1}{\Delta x} a^x.$$

Ἐστὼ $\Delta x = a$. Γράφομεν $a^a = 1 + \beta$, θεωρητέον δὲ a καὶ β ὡς ποσὰ προσεγγίζοντα ἐπ' ἀπειρον τῷ μηδενί. Λοιπόν

$$\frac{\Delta\psi}{\Delta x} = \frac{\beta}{a} a^x.$$

Πρόκειται δὲ εὐρεῖν τὸ ὄριον πρὸς ὃ τείνει ὁ λόγος $\frac{\beta}{a}$ ὅταν a καὶ β τείνωσι πρὸς τὸ μηδέν. Λαμβάνομεν τοὺς λογαρίθμους ἀμφοτέρων τῶν μελῶν, ἐν τῷ τυχόντι συστήματι, τῆς ἐξισώσεως $a^a = 1 + \beta$.

$$a \log a = \log(1 + \beta). \quad \text{ἐπομένως} \quad \frac{a}{\beta} \log a = \frac{\log(1 + \beta)}{\beta}.$$

Ἀλλὰ, κατὰ § 18, τὸ ὄριον τοῦ $\frac{\log(1 + \beta)}{\beta}$ εἶναι $\log e$.

Ἄρα, ἐν τῷ ὄριῳ,

$$\frac{\beta}{a} = \frac{\log a}{\log e}.$$

ὅθεν συνάγομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\log a}{\log e} a^x, \quad \text{καὶ} \quad \delta \cdot a^x = \frac{\log a}{\log e} a^x \delta x.$$

23. Όταν οί λογάριθμοι ὧσιν ὑπερβολικοί, ἔχομεν ἀπλῶς

$$\delta . a^x = \lambda a . a^x \delta x .$$

Όταν δὲ ἡ ἀτρεπτος $a = e$,

$$\delta . e^x = e^x \delta x .$$

Ἡ συνέκθεσις e^x παράγεται ἐκ νέου τῆ διαφορίσει· διότι ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς ἢ ἡ παραγομένη συνέκθεσις οὐδὲλως διαφέρει τῆς συνεκθέσεως αὐτῆς.

ΣΗΜ. Ἐν § 39 θέλομεν ἰδεῖ ὅτι, τὸ διαφορικὸν τῆς συνεκθέσεως a^x παράγεται ἀμέσως ἀπὸ τοῦ διαφορικοῦ τῆς συνεκθέσεως $\log x$.

4^{ον}. Συνεκθέσεις τριγωνομετρικαὶ $\psi = \eta \mu x, \psi = \sigma \upsilon \nu x$.

24. Διὰ μὲν τὴν πρώτην ἔχομεν, κατὰ τὸν γενικὸν τύπον,

$$\frac{\Delta \psi}{\Delta x} = \frac{\eta \mu (x - \Delta x) - \eta \mu x}{\Delta x} = \frac{\eta \mu \frac{1}{2} \Delta x}{\frac{1}{2} \Delta x} \sigma \upsilon \nu (x - \frac{1}{2} \Delta x) .$$

Όταν Δx προσεγγίζῃ ἐπ' ἀπειρον τῷ μηδενί, ὁ λόγος τοῦ $\eta \mu \frac{1}{2} \Delta x$ πρὸς τὸ τόξον $\frac{1}{2} \Delta x$ τείνει πρὸς τὴν μονάδα, ὅριον αὐτοῦ οὔσαν. Ἄρα

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = \sigma \upsilon \nu x, \quad \delta \text{θεν} \quad \delta . \eta \mu x = \sigma \upsilon \nu x \delta x .$$

Διὰ δὲ τὴν συνέκθεσιν $\psi = \sigma \upsilon \nu x$, ἔχομεν ἐπίτης·

$$\frac{\Delta \psi}{\Delta x} = \frac{\sigma \upsilon \nu (x - \Delta x) - \sigma \upsilon \nu x}{\Delta x} = - \frac{\eta \mu \frac{1}{2} \Delta x}{\frac{1}{2} \Delta x} \eta \mu \left(x - \frac{\Delta x}{2} \right) ,$$

οὔτινος τὸ ὅριον εἶναι

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = - \eta \mu x, \quad \delta \text{θεν} \quad \delta . \sigma \upsilon \nu x = - \eta \mu x \delta x .$$

Λοιπὸν, ἡ παραγομένη συνέκθεσις τοῦ $\eta \mu x$ εἶναι τὸ $\sigma \upsilon \nu x$ ἀμειβαίως, ἢ τοῦ $\sigma \upsilon \nu x$ εἶναι τὸ $\eta \mu x$ προσλαμβάνον τὸ σημεῖον —.

ΣΗΜ. Ἐν § 34 θέλομεν ἰδεῖ ὅτι, γνωστοῦ ἄντος τοῦ διαφορικοῦ τοῦ $\eta \mu x$, τὸ τοῦ $\sigma \upsilon \nu x$ παράγεται ἀμέσως ἐξ αὐτοῦ.

II'. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΣΕΩΣ ΤΩΝ ΣΥΝΘΕΤΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ, ἢ ΤΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ἘΤΕΡΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΜΙΑΣ ΜΕΤΑΒΛΗΤΗΣ.

25. Λί ἤδη θεωρηθεῖσαι συνεκθέσεις θεωροῦνται ὡς τὰ ἀπλᾶ στοιχεῖα εἰς ἃ ἀποσυντίθενται ἅπασαι αἱ ἀναλυτικαὶ ἐκθέσεις (ἐφ' ἕσπον τουλάχιστον δὲν πρόκειται περὶ τοῦ μέρους τῆς ἐπιστήμης ταύτης ἀφορῶντος τὸν Ὀλοκληρωτικὸν λογισμόν). Τῷ ὄντι, πᾶς τύπος σύγκειται ἐκ τῶν περὶ ὧν ὁ λόγος ἀπλῶν συνεκθέσεων συνδυαζομένων ἀλλήλαις, εἴτε διὰ σημείων δηλούντων τὰς συνήθεις ἀλγεβρικὰς ἐργασίας, εἴτε διὰ τῆς χρήσεως τῶν χαρακτηριστικῶν λογ, ἦμ, συν, ἕτινα δυνάμεθα θεωρῆσαι ὡς δηλοῦντα ἑτέρας μᾶλλον πολυπλόκους ἐργασίας, ὧν ἡ ἐκτέλεσις διευκολύνθη τῆ κατασκευῇ τῶν πινάκων. Ἡ ἀμεσὸς ἐρευνα τῆς ἐκθέσεως τοῦ διαφορικοῦ τῶν τριῶν συνεκθέσεων $x^m, \log x, \eta \mu x$, ἦτο τὸ ἀντικείμενον περὶ ὃ ἐνησχολήθημεν πρῶτον, εἰς ταῦτας ἄγεται ὁ διορισμὸς τῶν δύο ποσοτήτων $\delta . a^x, \delta . \sigma \upsilon \nu x$, ἃς πρὸ μικροῦ εὔρομεν δι' ἰδιαιτέρων μεθόδων. Ὅσον ἀφορᾷ τὰς μᾶλλον πολυπλόκους συνεκθέσεις, ὑπάρχουσι κανόνες εὐκολοὶ δι' ὧν ἄγεται ἡ εὔρευνα τοῦ διαφορικοῦ αὐτῶν εἰς τὴν τοῦ διαφορικοῦ ἀπλουστέρως συνεκθέσεως περιεχομένης ἐν τῆ πρώτῃ. Τοὺς κανόνας τούτους ἐφαρμόζοντες, καταντῶμεν διαδοχικῶς εἰς τὰ τελευταῖα στοιχεῖα εἰς ἃ ἀναλύεται ἡ τεθείσα συνέκθεσις, καὶ τὰ ὅποια εἰσὶν ἀείποτε ἐκ τῶν ἀπλῶν συνεκθέσεων περὶ ἃς προηγουμένως ἐνησχολήθημεν. Ἄρα, γινώσκοντες διαφορίσαι τὰς συνεκθέσεις ταύτας, ἡ πασῶν τῶν λοιπῶν διαφύρισις καθίσταται εὐκόλος. Ἐφεξῆς καταστήσομεν γνωστοὺς τοὺς κανόνας περὶ ὧν ὁ λόγος.

26. Ἐστω, πρῶτον, ἡ συνέκθεσις

$$\psi = \Sigma(u),$$

ἐν ἣ u ἐμφαίνει συνέκθεσιν τινὰ $\varphi(x)$ τῆς x . Πρόκειται εὔρειν τὸ διαφορικὸν τῆς ψ , ἣτις ἐνταῦθα εἶναι, ὡς καλοῦσιν αὐτὴν, συνέκθεσις συνεκθέσεως τῆς ἀνεξαρτήτου μετα-

ελητής x ήτοι τήν άπειροστημόριον μεταβολήν ήν λαμβάνει ή ψ όταν x αύξήσῃ κατά τήν άπειροστημόριον προσότητά Δx . Κατά τήν έν § 13 άρχήν, καλοῦντες Δu τήν αύξῆσιν τῆς συνεκθέσεως u , αντιστοιχοῦσαν τῇ αύξήσει Δx τῆς x , ἔχομεν

$$\frac{\Delta \psi}{\Delta x} = \frac{\Sigma(u + \Delta u) - \Sigma(u)}{\Delta x} = \frac{\Sigma(u + \Delta u) - \Sigma(u)}{\Delta u} \frac{\Delta u}{\Delta x}.$$

Υποθέτοντες ἤδη ὅτι Δx προσεγγίζει ἐπ' άπειρον τῷ μηδενί, πρέπει έν τῷ ὀρίῳ νά θέσωμεν

$$\frac{du}{dx} \text{ αντί } \frac{\Delta u}{\Delta x}, \text{ καί } \frac{d\psi}{du} \text{ αντί } \frac{\Sigma(u + \Delta u) - \Sigma(u)}{\Delta u}.$$

Λοιπόν,

$$\frac{d\psi}{dx} = \frac{d\psi}{du} \frac{du}{dx}, \text{ καί } d\psi = \frac{d\psi}{du} \frac{du}{dx} dx.$$

Οὕτω, πρὸς εύρεσιν τοῦ ζητουμένου διαφορικοῦ συντελεστοῦ $\frac{d\psi}{dx}$, ληπτέον πρῶτον τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν $\frac{d\psi}{du}$, ὡς ἐάν u ἦτον μεταβλητὴ ανεξάρτητος, εἶτα δὲ πολυπλασιαστέον ἐπὶ $\frac{du}{dx}$, διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς συνεκθέσεως u λαμβανόμενον κατά τήν ανεξάρτητον μεταβλητὴν x .

Ἐπειδὴ $\frac{du}{dx} dx = du$, ἡ ἐξίσωσις $d\psi = \frac{d\psi}{du} \frac{du}{dx} dx$

ἀγεται εἰς τήν $d\psi = \frac{d\psi}{du} du$, ἥς ἡ μορφή εἶναι ἡ αὐτὴ

ὡς εἰ u ἦτον ἡ ανεξάρτητος μεταβλητὴ. Π. χ. θέτοντες $\psi = u^m$, κατά τὸν έν § 18 τύπον συνάγομεν ὅτι, $d(u^m) = mu^{m-1} du$, οἷκδήποτε εἶναι ἡ συνέκθεσις u .

27. Ἐστὼ ἡ συνέκθεσις

$$\psi = \Sigma(\pi),$$

έν ἣ π εἶναι συνέκθεσις τῆς u καί u συνέκθεσις τῆς x . Λαμβάνόμεν πρῶτον, κατά τὸν προηγούμενον κανόνα, $\frac{d\psi}{dx} = \frac{d\psi}{d\pi} \frac{d\pi}{dx}$. Ἀλλά, κατά τὸν αὐτὸν, $\frac{d\pi}{dx} = \frac{d\pi}{du} \frac{du}{dx}$.

Ἄρα

$$\frac{d\psi}{dx} = \frac{d\psi}{d\pi} \frac{d\pi}{du} \frac{du}{dx}, \text{ καί } d\psi = \frac{d\psi}{d\pi} \frac{d\pi}{du} \frac{du}{dx} dx.$$

Ἄρα, ἡ κατά τήν x παραγομένη συνέκθεσις τῆς ψ εἶναι τὸ γινόμενον τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν τῆς ψ κατά τήν π , τῆς π κατά τήν u καί τῆς u κατά τήν x .

Καί οὕτω καθ' ἐξῆς.

28. Ἐστὼ ἤδη ἡ σύνθετος συνέκθεσις

$$\psi = \Sigma(\omega, u),$$

έν ἣ ω καί u δηλοῦσι μεταβλητάς, συνεκθέσεις καί ταύτας τῆς ανεξαρτήτου μεταβλητῆς x . Πρόκειται εύρεῖν τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν $\frac{d\psi}{dx}$. Παρατηρητέον ὅτι, ἡ διαφορὰ $\Delta \psi$ ἢ $\Sigma(\omega + \Delta \omega, u + \Delta u) - \Sigma(\omega, u)$ τῆς τεθείσης συνεκθέσεως ἰσομερῶς ἰσοῦται

$$\Sigma(\omega + \Delta \omega, u) - \Sigma(\omega, u) + \Sigma(\omega + \Delta \omega, u + \Delta u) - \Sigma(\omega + \Delta \omega, u).$$

Ἄρα,

$$\frac{\Delta \psi}{\Delta x} = \frac{\Sigma(\omega + \Delta \omega, u) - \Sigma(\omega, u)}{\Delta x} + \frac{\Sigma(\omega + \Delta \omega, u + \Delta u) - \Sigma(\omega + \Delta \omega, u)}{\Delta x}.$$

Ὅσον διὰ τὸ ὄριον ψ τείνει ἡ ἐκθεσις αὕτη, ὅταν Δx τείνη πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴση μηδενί, τὸ μὲν τοῦ πρώτου ὄρου

εἶναι, κατά τὰ άνωτέρω, $\frac{d\psi}{d\omega} \frac{d\omega}{dx}$, τὸ δὲ τοῦ δευτέρου ὄρου,

ἐάν Δu ἦτον άτρεπτος, ἠθελεν εἶσθαι $\frac{d\Sigma(\omega + \Delta \omega, u)}{du} \frac{du}{dx}$.

Ἀλλ' ἐπειδὴ $\Delta \omega$ μηδενίζεται σὺν Δx , ἡ τελευταία αὕτη

ποσότητος οὐδὲ ὅλως διαφέρει τῆς $\frac{\delta \Sigma(\omega, \upsilon)}{\delta \upsilon} \frac{\delta \upsilon}{\delta x}$, ἢ $\frac{\delta \psi}{\delta \upsilon} \frac{\delta \upsilon}{\delta x}$.

Ἄρα,

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{\delta \psi}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta \psi}{\delta \upsilon} \frac{\delta \upsilon}{\delta x}, \text{ καὶ } \delta \psi = \left(\frac{\delta \psi}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta \psi}{\delta \upsilon} \frac{\delta \upsilon}{\delta x} \right) \delta x.$$

Λοιπὸν, τὸν ζητούμενον διαφορικὸν συντελεστὴν μορφοῦμεν, λαμβάνοντες ἐκ διαδοχῆς τὰς διαφορικοὺς συντελεστὰς κατὰ τὰς δύο συνεκθέσεις ω, υ , ἥτοι, θεωροῦντες διαδοχικῶς ω μόνην ὡς μεταβλητὴν καὶ υ μόνην ὡς μεταβλητὴν, προσθέτοντες δὲ τὰ ἐξαγόμενα.

29. Ἐὰν εἶχομεν

$$\psi = \Sigma(\tau, \omega, \upsilon),$$

τῶν μεταβλητῶν τ, ω, υ , οὐσῶν συνεκθέσεων τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς x , τῇ αὐτῇ μεθόδῳ μορφοῦμεν τὸν τύπον

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{\delta \psi}{\delta \tau} \frac{\delta \tau}{\delta x} + \frac{\delta \psi}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta \psi}{\delta \upsilon} \frac{\delta \upsilon}{\delta x},$$

ἐξ οὗ συνάγομεν

$$\delta \psi = \left(\frac{\delta \psi}{\delta \tau} \frac{\delta \tau}{\delta x} + \frac{\delta \psi}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta \psi}{\delta \upsilon} \frac{\delta \upsilon}{\delta x} \right) \delta x.$$

ΣΗΜ. Ἐν τῇ περιπτώσει ταύτῃ παρατηρητέον ὅτι, ἡ διαφορὰ $\Delta \psi$ ἰσομερῶς ἰσοῦται

$$\begin{aligned} & \Sigma(\tau + \Delta \tau, \omega, \upsilon) - \Sigma(\tau, \omega, \upsilon) \\ & + \Sigma(\tau + \Delta \tau, \omega + \Delta \omega, \upsilon) - \Sigma(\tau + \Delta \tau, \omega, \upsilon) \\ & + \Sigma(\tau + \Delta \tau, \omega + \Delta \omega, \upsilon + \Delta \upsilon) - \Sigma(\tau + \Delta \tau, \omega + \Delta \omega, \upsilon). \end{aligned}$$

Δ'. ΧΡΗΣΙΣ ΤΩΝ ΠΡΟΕΚΤΕΘΕΝΤΩΝ ΚΑΝΟΝΩΝ.

30. Οἱ προαποδοθέντες κανόνες, σὺν τοῖς ἐν ἄρθ. Β' ἐξαγόμενοις, ἐπαρκοῦσιν εἰς εὔρεσιν τοῦ διαφορικοῦ πάσης ἀναλυτικῆς ἐκθέσεως. Προσθέσομεν ἐφεξῆς παρατηρήσεις τινὰς πρὸς διευκόλυνσιν τῶν τοιοῦτου εἴδους ἐργασιῶν.

31. Ὄταν ἡ συνέκθεσις συγκροτῆται ἐξ ἑτέρας τινος συνδυαζομένης ἀτρέπτου ποσότητι, προσθέσει, ἀφαιρέσει, ἢ

πολυπλασιασμῶ, ἢ δῆλωσις μόνη τοῦ διαφορικοῦ ἀρκεῖ πρὸς εὔρεσιν τοῦ ἐξαγομένου. Οὕτω,

$$\begin{aligned} \psi &= \alpha + \upsilon, & \text{δίδει} & \delta \psi = \delta \upsilon. \\ \psi &= \alpha - \upsilon, & & \delta \psi = - \delta \upsilon. \\ \psi &= \alpha \upsilon, & & \delta \psi = \alpha \delta \upsilon. \end{aligned}$$

32. Ὄταν ἡ συνέκθεσις συγκροτῆται ἐκ πλειόνων συνεκθέσεων, προστιθεμένων ἀλλήλαις, πολυπλασιαζομένων, ἢ διαιρουμένων, τὸ ἐξαγόμενον μορφοῦται κατὰ §§ 28, 29. Οὕτω, δηλοῦντες πάντοτε τ, υ, ω , τὰς συνεκθέσεις τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς,

$$\begin{aligned} \psi &= \omega + \upsilon, & \text{δίδει} & \delta \psi = \delta \omega + \delta \upsilon. \\ \psi &= \omega \upsilon, & & \delta \psi = \upsilon \delta \omega + \omega \delta \upsilon. \\ \psi &= \tau \omega \upsilon, & & \delta \psi = \omega \delta \tau + \tau \delta \omega + \tau \delta \upsilon. \\ \psi &= \frac{\omega}{\upsilon}, & & \delta \psi = \frac{\delta \omega}{\upsilon} - \frac{\omega \delta \upsilon}{\upsilon^2} = \frac{\upsilon \delta \omega - \omega \delta \upsilon}{\upsilon^2}. \end{aligned}$$

Πρὸς εὔρεσιν τοῦ τελευταίου διαφορικοῦ παρατηρητέον ὅτι,

$$\delta \cdot \frac{1}{\upsilon} = \delta \cdot \upsilon^{-1} = - \frac{\delta \upsilon}{\upsilon^2}.$$

Βουλόμενοι ἐκθέσαι τὸ $\delta \psi$ διὰ τοῦ διαφορικοῦ δx τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς, θετέον ἀντὶ $\delta \tau, \delta \upsilon, \delta \omega$, ἀμοιβαίως $\frac{\delta \tau}{\delta x} \delta x, \frac{\delta \upsilon}{\delta x} \delta x, \frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x$.

33. Ἰῶδη θεωρήσομεν τοὺς ἀπλουστέρους συνδυασμοὺς τῶν λογαριθμικῶν, δεικτικῶν, καὶ τριγωνομετρικῶν συνεκθέσεων, ὑπὸ τῶν Μαθηματικῶν κοινῇ καλουμένων ὑπερβατικῶν. Ἡ τάξις ἣν πρέπει ν' ἀκολουθῶμεν πρὸς εὔρεσιν τοῦ διαφορικοῦ, συνίσταται ἀείπατε εἰς τὸ γράφειν τὴν προκειμένην συνέκθεσιν ὑπὸ μορφᾶς ὁμοίας ταῖς τῶν γενικῶν συνεκθέσεων ἀς προλαβόντως ἐθεωρήσαμεν ἥτοι, εἰς τὸ διακρίνειν τὰς ὡς συνεκθέσεις ἀλλήλων θεωρητέας ποσό-

τητας, μέχρις ου κατανήσομεν εις τας απλουστερας συνεκθεσεις.

Εστω ψ = λ(λx).

Ο τυπος ουτος αγεται εις

ψ = λu, εχομεν δε u = λx.

Αρα, κατὰ §§ 21, 26,

δψ/δu = 1/u, δu/δx = 1/x.

θεν δψ/δx = 1/(xλx), και δψ = δx/(xλx).

Εστω ψ = a^x.

Αγεται εις ψ = a^u, καθιστωντες u = ε^x.

Κατὰ §§ 22, 26, εχομεν

δψ/δu = λa.u, δu/δx = λε.ε^x,

η, δψ/δx = λa.λε.ε^x.ε^x, και δψ = λa.λε.ε^x.ε^x.δx.

Εστω ψ = ω^u,

ω και u δηλουντων δυο συνεκθεσεις της ανεξαρτητου μεταβλητης x. Κατὰ § 28, διαφοριζομεν διαδοχικως προς ω μονην και προς u μονην, και λαμβανομεν,

δψ/δω = uω^(u-1), δψ/δu = λω.ω^u.

Προσθετοντες δε τα εξαγομενα ταυτα,

δψ = ω^u ((u/ω) δω + λω.δu).

34. Εστω ψ = ημ(x + 1/2 π),

Π δηλουντος την ημιπεριφερειαν κυκλου ουτινος η ακτις ισοϋται μοναδι.

Καθιστωμεν u = x + 1/2 π, και εχομεν

ψ = ημ u, δψ/δu = συν u, δu/δx = 1.

Αρα,

δψ/δx = συν(x + 1/2 π) = -ημ x, και δψ = -ημ x δx.

Αλλα, ημ(x + 1/2 π) = συν x. Λοιπον, ευρισκομεν και αυθις το εν § 24 εξαγομενον,

δ. συν x = -ημ x δx.

Ουτως ευρισκομεν και τα εξης εξαγομενα.

ψ = εφ x = ημ x / συν x, δψ = δx / συν^2 x.

ψ = συνεφ x = συν x / ημ x, δψ = -δx / ημ^2 x.

ψ = τεμ x = 1 / συν x, δψ = ημ x δx / συν^2 x.

ψ = συνδ x = 1 / ημ x, δψ = -συν x δx / ημ^2 x.

35. Τα διαφορικα των τριγωνομετρικων γραμμων λαμβανομεν και κατὰ την γενικην μεθοδον, τη χρηση του εν § 13 τυπου. Π. χ. Εστω

ψ = εφ x.

Εχομεν

Δψ/Δx = (εφ(x + Δx) - εφ x) / Δx = (εφ x + εφ Δx - εφ x) / (1 - εφ x εφ Δx) Δx = εφ Δx (1 + εφ^2 x) / (1 - εφ x εφ Δx) Δx = εφ Δx / Δx * (1 + εφ^2 x) / (1 - εφ x εφ Δx).

Μεταβαίνοντες ἤδη εἰς τὰ ὅρια συνάγομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = 1 + \epsilon\phi^2 x = \tau\epsilon\mu^2 x = \frac{1}{\sigma\upsilon\nu^2 x},$$

καὶ $\delta\psi = \delta \cdot \epsilon\phi x = \frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu^2 x}.$

Οὕτω καὶ διὰ τὰς λοιπὰς.

36. Ὑποθέτοντες

$$\psi = \lambda\eta\mu x, \quad \epsilon\chi\omicron\mu\epsilon\nu \quad \delta\psi = \frac{\delta \cdot \eta\mu x}{\eta\mu x} = \frac{\sigma\upsilon\nu x}{\eta\mu x} \delta x = \frac{\delta x}{\epsilon\phi x}.$$

$$\psi = \lambda\sigma\upsilon\nu x, \quad \delta\psi = \frac{\delta \cdot \sigma\upsilon\nu x}{\sigma\upsilon\nu x} = \frac{\eta\mu x}{\sigma\upsilon\nu x} \delta x = \frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu\epsilon\phi x}.$$

37. Οἱ Γεωμέτραι καλοῦσι συνέκθεσιν ἀντίστροφον τῆς $\Sigma(u)$, τὴν συνέκθεσιν τῆς ω ἣν λαμβάνομεν ἐπιλύοντες τὴν ἐξίσωσιν $\omega = \Sigma(u)$ πρὸς u . Τὸ διαφορικὸν ἀντιστρόφου τινὸς συνεκθέσεως εὐκόλως εὐρίσκομεν, γινώσκοντες τὸ τῆς συνεκθέσεως.

Ἐστω $\psi = \tau\acute{o}\xi \eta\mu x,$

συνέκθεσις ἀντίστροφος τῆς $x = \eta\mu \psi.$

Ζητήσωμεν τὸ $\delta\psi$. Πρὸς τοῦτο, ληπτέον τοῦς διαφορικοὺς συντελεστὰς ἀμφοτέρων τῶν μελῶν τῆς $x = \eta\mu \psi$ (*),

(*) Ὄταν δύο συνεκθέσεις $\sigma(x), \Sigma(x)$, ᾧσαν ἴσαι ἀλλήλαις, εἴτε διὰ πᾶσαν τιμὴν τῆς x , εἴτε ἐν ἐκτάσει τινὶ τιμῶν τῆς μεταβλητῆς τυχούσης, αἱ παραγόμεναι αὐτῶν (κατὰ συνέπειαν καὶ τὰ ἀπειροστώτα) εἶσιν ἐπίσης ἴσαι ἀλλήλαις κατὰ τὴν αὐτὴν ἐκτασιν διότι αἱ δύο ἐξισώσεις

$$\sigma(x) = \Sigma(x), \quad \sigma(x + \Delta x) = \Sigma(x + \Delta x),$$

δίδουσι

$$\frac{\sigma(x + \Delta x) - \sigma(x)}{\Delta x} = \frac{\Sigma(x + \Delta x) - \Sigma(x)}{\Delta x}.$$

Ὅθεν προκύπτει, κατὰ τὸ ὄριον, $\sigma'(x) = \Sigma'(x).$

Ἐπίσης ἔχομεν $\sigma'(x) = \Sigma'(x)$, καὶ ὅταν ἡ διαφορὰ $\sigma(x) - \Sigma(x)$, ἀντὶ μηδενί, ἰσοῦται προσέτι ἀτρέπτω εἰσδήκῃ.

θεωρουμένης ἐν τῷ δευτέρῳ ψ ὡς συνεκθέσεως τῆς x , κατὰ τὸν ἐν § 26 κανόνα,

$$1 = \sigma\upsilon\nu \psi \frac{\delta\psi}{\delta x}.$$

ἐπομένως συνάγομεν $\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{1}{\sigma\upsilon\nu \psi} = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}.$

Ἐστω ἐν γένει ἡ συνέκθεσις $\Sigma(x)$ ἢ ἀντίστροφος ἡ $\phi(\psi)$. Τοῦτο δηλοῖ ὅτι ἐὰν θέσωμεν

$$\psi = \Sigma(x), \quad \epsilon\chi\omicron\mu\epsilon\nu \quad x = \phi(\psi).$$

Αἱ δύο αὐταὶ ἐξισώσεις εἰσιν αἱ αὐταὶ ὑπὸ μορφήν διάφορον, δίδουσι δὲ τὰς αὐτὰς ἀξήσεις ἀντιστοιχοῦσας διὰ x καὶ ψ . Ἡ τελευταία ἐξίσωσις δίδει

$$\frac{\delta x}{\delta \psi} = \phi'(\psi), \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{1}{\phi'(\psi)}.$$

ἦτοι

$$\Sigma'(x) = \frac{1}{\phi'(\psi)} = \frac{1}{\phi'[\Sigma(x)]}.$$

Οὕτως ἐργαζόμενοι μορφοῦμεν τὰ ἐξῆς διαφορικά τῶν κυκλικῶν συνεκθέσεων.

$$\delta \cdot \tau\acute{o}\xi \eta\mu x = \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}}, \quad \delta \cdot \tau\acute{o}\xi \sigma\upsilon\nu x = -\frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}}.$$

$$\delta \cdot \tau\acute{o}\xi \epsilon\phi x = \frac{\delta x}{1+x^2}, \quad \delta \cdot \tau\acute{o}\xi \sigma\upsilon\nu\epsilon\phi x = -\frac{\delta x}{1+x^2}.$$

$$\delta \cdot \tau\acute{o}\xi \tau\epsilon\mu x = \frac{\delta x}{x\sqrt{x^2-1}}, \quad \delta \cdot \tau\acute{o}\xi \sigma\upsilon\nu\delta x = -\frac{\delta x}{x\sqrt{x^2-1}}.$$

38. Παρατηρητέον, ὅτι τὰ ριζικά τῶν τύπων τούτων προσλαμβάνουσι ποτὲ μὲν τὸ σημεῖον +, ποτὲ δὲ τὸ —. Τὸ ἀρμόζον αὐτοῖς σημεῖον διακρίνομεν, θεωροῦντες τὴν τοῦτο εἰσάγουσαν τριγωνομετρικὴν γραμμὴν.

Τὰ τρία τελευταία διαφορικά εἰσιν ἴσα πρὸς τὰ τρία πρῶτα, πλὴν τῶν σημείων ἅτινα δύνανται εἶναι τὰ αὐτὰ ἢ

Διάφορα: τούτο προέρχεται εκ του δ,τι το άθροισμα ή η διαφορά των δύο συστοίχων τόξων ίσούται άτρέπειτα τινι. Τα σημεία δ ένταύθα έχουσι τά ριζικά αναφέρονται τη περιπτώσει έν ή τό τόξον περιλαμβάνεται μεταξύ 0 και 1/2 Π.

39. Η θεωρία των αντιστρόφων συνεκθέσεων άγει την έρευναν του διαφορικού της δεικτικής ποσότητας α^x εις την του διαφορικού του λογα. Έω όντι, εκ της εξίσώσεως ψ = α^x συνάγομεν λογα ψ = x λογα. Λαμβάνοντες δέ τά διαφορικά άμφοτέρων των μελών,

$$\log e \frac{\delta \psi}{\psi} = \log a \delta x, \quad \eta \quad \delta \psi = \frac{\log a}{\log e} a^x \delta x.$$

40. Πρέπει να έχωμεν έν μνήμη τās εκθέσεις των άπλουστάτων άπειροστών έν τώ εξής πίνακι περιεχομένων.

$\delta(ax + \beta) = a \delta x.$	$\delta \cdot \eta \mu x = \sigma \nu \nu x \delta x.$	$\delta \cdot \tau \acute{o} \xi \eta \mu x = \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}}.$
$\delta \cdot \frac{1}{x} = -\frac{\delta x}{x^2}.$	$\delta \cdot \sigma \nu \nu x = -\eta \mu x \delta x.$	$\delta \cdot \tau \acute{o} \xi \sigma \nu \nu x = \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}}.$
$\delta \cdot x^\mu = \mu x^{\mu-1} \delta x.$	$\delta \cdot \epsilon \varphi x = \frac{\delta x}{\sigma \nu \nu^2 x}.$	$\delta \cdot \tau \acute{o} \xi \epsilon \varphi x = \frac{\delta x}{1+x^2}.$
$\delta \cdot \sqrt{x} = \frac{\delta x}{2\sqrt{x}}.$	$\delta \cdot \sigma \nu \nu \varphi x = -\frac{\delta x}{\eta \mu^2 x}.$	$\delta \cdot \tau \acute{o} \xi \sigma \nu \nu \varphi x = \frac{\delta x}{1-x^2}.$
$\delta \cdot \log x = \log e \frac{\delta x}{x}.$	$\delta \cdot \tau \acute{\epsilon} \mu x = \frac{\eta \mu x \delta x}{\sigma \nu \nu^2 x}.$	$\delta \cdot \tau \acute{o} \xi \tau \acute{\epsilon} \mu x = \frac{\delta x}{x\sqrt{x^2-1}}.$
$\delta \cdot a^x = \log a \cdot a^x \delta x.$	$\delta \cdot \sigma \nu \nu \delta x = -\frac{\sigma \nu \nu x \delta x}{\eta \mu^2 x}.$	$\delta \cdot \tau \acute{o} \xi \sigma \nu \nu \delta x = \frac{\delta x}{x\sqrt{x^2-1}}.$
$\delta \cdot e^x = e^x \delta x.$		

Έν τοις άνωτέρω τριγωνομετρικοί και κυκλικοί τύποις, ή άκτις, όταν αντί μονάδι ίσούται α, εισάγεται ει δέον κατά τους γνωστούς περι δμογενείας κανόνας. Π. χ. έν τη περιπτώσει ταύτη έξομεν

$$\alpha \tau \acute{o} \xi \eta \mu \frac{x}{\alpha}, \quad \alpha \tau \acute{o} \xi \epsilon \varphi \frac{x}{\alpha}, \quad \kappa. \tau. \acute{\epsilon}.$$

$$\delta \cdot \eta \mu x = \frac{\delta x \sigma \nu \nu x}{\alpha}, \quad \delta \cdot \epsilon \varphi x = \frac{\alpha^2 \delta x}{\sigma \nu \nu^2 x}, \quad \kappa. \tau. \acute{\epsilon}.$$

$$\delta \cdot \tau \acute{o} \xi \eta \mu x = \frac{\alpha \delta x}{\sqrt{\alpha^2 - x^2}}, \quad \delta \cdot \tau \acute{o} \xi \epsilon \varphi x = \frac{\alpha^2 \delta x}{\alpha^2 + x^2}, \quad \kappa. \tau. \acute{\epsilon}.$$

41. Τα διαφορικά των μάλλον πολυπλόκων συνεκθέσεων λαμβάνομεν κατά § 33. Έπονται διάφορα ύποδείγματα προς άσκησιν.

1) $\psi = (ax^\mu + \beta)^\nu.$

Τήν συνέκθεσιν ταύτην αναλυτέον ως εξής:

$$\psi = \omega^\nu, \quad \omega = \alpha u + \beta, \quad u = x^\mu.$$

Εύρίσκομεν δέ τη εφαρμογή των κανόνων,

$$\delta \psi = \nu \omega^{\nu-1} \delta \omega, \quad \delta \omega = \alpha \delta u, \quad \delta u = \mu x^{\mu-1} \delta x.$$

και άντεισάγοντες,

$$\delta \omega = \alpha \mu x^{\mu-1} \delta x, \quad \delta \psi = \nu (\alpha x^\mu + \beta)^{\nu-1} \times \alpha \mu x^{\mu-1} \delta x.$$

Η έξις του λογιισμού δείξει μετ' ου πολυ δτι περιττον καθιστάναι τās τοιαύτας εξισώσεις: δυνάμεθα εργάζεσθαι άμέσως επί των περιεχομένων ποσοτήτων έν τη τεθείση συνεκθέσει. Ούτω, διαφορίζομεν πρώτον προς $\alpha x^\mu + \beta$.

$$\delta \psi = \nu (\alpha x^\mu + \beta)^{\nu-1} \times \delta (\alpha x^\mu + \beta).$$

Είτα, προς μόρφωσιν του διαφορικού $\delta (\alpha x^\mu + \beta)$, διαφορίζομεν προς x^μ .

$$\delta (\alpha x^\mu + \beta) = \alpha \delta (x^\mu).$$

Τέλος δέ $\delta (x^\mu) = \mu x^{\mu-1} \delta x.$

Τη διαδοχική άντεισαγωγή των τιμών τούτων μορφοῦμεν την του δψ, άνωτέρω εύρεθείσαν.

2) $\psi = \eta \mu \frac{\alpha x}{\sqrt{1 - \alpha^2 x^2}}.$

Κατά τούς δοθέντας κανόνας γραπτέον,

$$\psi = \eta\mu\tau, \quad \tau = \frac{\alpha x}{\omega}, \quad \omega = \sqrt{u}, \quad u = 1 - \alpha^2 x^2.$$

Ούτως αποσυντίθεται η τεθείσα συνέκθεσις εις τας εν αυτη περιεχομένας απλας συνεκθέσεις, των τδ διαφορικδν άμέσως γινώσκομεν. Άρα έχομεν

$$\delta\psi = \sigma\upsilon\nu\tau\delta\tau, \quad \delta\tau = \frac{\omega\alpha\delta x - \alpha x\delta\omega}{\omega^2},$$

$$\delta\omega = \frac{\delta u}{2\sqrt{u}}, \quad \delta u = -\alpha^2 \cdot 2x\delta x.$$

Τέλος, άντεισάγοντες,

$$\delta\omega = -\frac{\alpha^2 x\delta x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}}, \quad \delta\tau = \frac{\alpha\delta x}{(1-\alpha^2 x^2)^{3/2}},$$

$$\delta\psi = \sigma\upsilon\nu\frac{\alpha x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}} \times \frac{\alpha\delta x}{(1-\alpha^2 x^2)^{3/2}}.$$

Άλλα, και άνευ της συνδρομής των άνω εξισώσεων, εργαζόμεθα άμέσως επί των περιεχομένων συνεκθέσεων εν τη προτεθείσῃ. Ούτω, διαφορίζοντες πρδς $\frac{\alpha x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}}$, έχομεν

$$\delta\psi = \sigma\upsilon\nu\frac{\alpha x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}} \delta\left(\frac{\alpha x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}}\right).$$

εἴτα, θεωροῦντες $\frac{\alpha x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}}$ ὡς κλάσμα,

$$\delta\left(\frac{\alpha x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}}\right) = \frac{\sqrt{1-\alpha^2 x^2} \cdot \alpha\delta x - \alpha x \cdot \delta\sqrt{1-\alpha^2 x^2}}{1-\alpha^2 x^2}.$$

Άλλά, $\delta\sqrt{1-\alpha^2 x^2} = \frac{\delta(1-\alpha^2 x^2)}{2\sqrt{1-\alpha^2 x^2}},$

και $\delta(1-\alpha^2 x^2) = -\alpha^2 2x\delta x.$

Άρα, τῆ άντεισαγωγή εκάστης εκθέσεως εν τῆ προηγουμένη αυτηξ, συνάγομεν.

$$\delta\sqrt{1-\alpha^2 x^2} = -\frac{\alpha^2 x\delta x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}}, \quad \delta\left(\frac{\alpha x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}}\right) = \frac{\alpha\delta x}{(1-\alpha^2 x^2)^{3/2}},$$

$$\delta\psi = \sigma\upsilon\nu\frac{\alpha x}{\sqrt{1-\alpha^2 x^2}} \cdot \frac{\alpha\delta x}{(1-\alpha^2 x^2)^{3/2}}.$$

3) $\psi = e^{\alpha\omega^2 \epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}}.$

e δηλοῖ τὴν βάσιν τῶν υπερειανῶν λογαριθμῶν. ω, u, εἰσι συνεκθέσεις τῆς ανεξαρτήτου μεταβλητῆς x. Διαφορίζοντες πρῶτον πρδς $\alpha\omega^2 \epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}$, έχομεν.

$$\delta\psi = e^{\alpha\omega^2 \epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}} \cdot \delta\left(\alpha\omega^2 \epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}\right).$$

Τὸ γινόμενον $\alpha\omega^2 \epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}$, διαφορίζομενον πρδς τοὺς παράγοντας $\alpha\omega^2$ και $\epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}$; δίδει,

$$\delta\left(\alpha\omega^2 \epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}\right) = \epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2} \delta(\alpha\omega^2) + \alpha\omega^2 \cdot \delta\left(\epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}\right).$$

Εἴτα έχομεν,

$$\delta(\alpha\omega^2) = 2\alpha\omega\delta\omega, \quad \delta\left(\epsilon\phi\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}\right) = \frac{\delta\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}}{\sigma\upsilon\nu^2\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2}},$$

$$\text{και } \delta\frac{\omega^2}{\omega^2+u^2} = \frac{(\omega^2+u^2)2\omega\delta\omega - \omega^2\delta(\omega^2+u^2)}{(\omega^2+u^2)^2}.$$

τέλος, $\delta(\omega^2+u^2) = 2(\omega\delta\omega+u\delta u).$

Ἄντιστάγοντες ἕκαστον ἐξαγόμενον ἐν τῷ πρὸ αὐτοῦ, λαμβάνομεν·

$$\delta \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2} = \frac{2\omega u (u\delta\omega - \omega\delta u)}{(\omega^2 + u^2)^2},$$

$$\delta \cdot \epsilon\phi \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2} = \frac{2\omega u (u\delta\omega - \omega\delta u)}{(\omega^2 + u^2)^2 \sigma\upsilon\nu^2 \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2}},$$

$$\delta \cdot \alpha \omega^2 \epsilon\phi \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2} = 2\alpha \left\{ \epsilon\phi \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2} \omega\delta\omega + \frac{\omega^3 u (u\delta\omega - \omega\delta u)}{(\omega^2 + u^2)^2 \sigma\upsilon\nu^2 \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2}} \right\},$$

$$\delta\psi = e^{\alpha\omega^2 \epsilon\phi \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2}} 2\alpha \left\{ \epsilon\phi \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2} \omega\delta\omega + \frac{\omega^3 u (u\delta\omega - \omega\delta u)}{(\omega^2 + u^2)^2 \sigma\upsilon\nu^2 \frac{\omega^2}{\omega^2 + u^2}} \right\}.$$

Ἴνα ἐκτεθῆ τὸ ζητούμενον διαφορικὸν $\delta\psi$ διὰ τοῦ δx τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς, θετέον ἀντὶ $\delta\omega$ καὶ δu τὰς ἀμοιβαίας τιμὰς αὐτῶν $\frac{\delta\omega}{\delta x} \delta x$, $\frac{\delta u}{\delta x} \delta x$.

42. Τὰ προηγούμενα παραδείγματα ἀρκοῦσιν ὅπως ἐνοήσωμεν τὴν μέθοδον τῆς ἐργασίας περὶ τῆς λόγος· ἀπαιτεῖται ὅμως μεγίστη ἀσκήσις ὅπως ἐξοικειωθῶσιν αὐτῇ οἱ πρωτόπειροι. Πρὸς τὸν σκοπὸν τοῦτον ἔπονται πλεῖστα ἕτερα ὑποδείγματα.

$$1) \psi = x(a^2 + x^2) \sqrt{a^2 - x^2}, \quad \delta\psi = \frac{a^4 + a^2 x^2 - 4x^4}{\sqrt{a^2 - x^2}} \delta x.$$

$$2) \psi = \sqrt[4]{\left(a - \frac{b}{\sqrt{x}} + (\gamma^2 - x^2)^{\frac{1}{2}} \right)^2}.$$

$$\delta\psi = \frac{\frac{36}{2x\sqrt{x}} - \frac{4x}{(\gamma^2 - x^2)^{\frac{1}{2}}}}{4 \sqrt[4]{a - \frac{b}{\sqrt{x}} + (\gamma^2 - x^2)^{\frac{1}{2}}}} \delta x.$$

$$3) \psi = \lambda \left(\frac{x}{\sqrt{a^2 + x^2}} \right); \quad \delta\psi = \frac{a^2 \delta x}{x(a^2 + x^2)}.$$

$$4) \psi = \lambda \left(\frac{\sqrt{1+x} + \sqrt{1-x}}{\sqrt{1+x} - \sqrt{1-x}} \right); \quad \delta\psi = -\frac{\delta x}{x\sqrt{1-x^2}}.$$

$$5) \psi = \lambda (x + \sqrt{1+x^2}); \quad \delta\psi = \frac{\delta x}{\sqrt{1+x^2}}.$$

$$6) \psi = \frac{1}{\sqrt{-1}} \lambda (x\sqrt{-1} + \sqrt{1-x^2}); \quad \delta\psi = \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}}.$$

$$7) \psi = \lambda \left(\frac{\sqrt{1+x^2} + x}{\sqrt{1+x^2} - x} \right)^{\frac{1}{2}}; \quad \delta\psi = \frac{\delta x}{\sqrt{1+x^2}}.$$

$$8) \psi = \omega^{\tau^\sigma} \quad (\omega, \tau \text{ καὶ } \sigma \text{ οὐσῶν συνεχόμεσων τῆς } x),$$

$$\delta\psi = \omega^{\tau^\sigma} \cdot \tau^\sigma \left(\delta\sigma \cdot \lambda\tau \cdot \lambda\omega + \frac{\sigma\delta\tau \cdot \lambda\omega}{\tau} + \frac{\delta\omega}{\omega} \right).$$

$$9) \psi = \sigma\upsilon\nu x^{\eta\mu x}, \quad \delta\psi = \sigma\upsilon\nu x^{\eta\mu x} \left(\sigma\upsilon\nu x \cdot \lambda\sigma\upsilon\nu x - \frac{\eta\mu^2 x}{\sigma\upsilon\nu x} \right) \delta x.$$

$$10) \psi = \tau\acute{o}\xi \eta\mu \frac{x}{(1+x^2)^{\frac{1}{2}}}; \quad \delta\psi = \frac{\delta x}{1+x^2}.$$

$$11) \psi = \eta\mu \log x; \quad \delta\psi = \frac{\log c}{x} \sigma\upsilon\nu \log x \cdot \delta x.$$

$$12) \psi = \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\phi \frac{2x}{1-x^2}, \quad \delta\psi = \frac{2}{1-x^2} \delta x,$$

$$13) \psi = \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\eta}\mu \left(\frac{x^2 - \alpha^2}{\xi^2 - \alpha^2} \right)^{\frac{1}{2}}, \quad \delta\psi = \frac{x \delta x}{[(x^2 - \alpha^2)(\xi^2 - \alpha^2)]^{\frac{1}{2}}},$$

$$14) \psi = \lambda [x + (x^2 - \alpha^2)^{\frac{1}{2}}] + \tau \acute{\omicron}\xi \tau \acute{\epsilon}\mu \frac{x}{\alpha},$$

$$\delta\psi = \frac{1}{x} \left(\frac{x + \alpha}{x - \alpha} \right)^{\frac{1}{2}} \delta x.$$

ΣΗΜ. Όταν συνέθεσις τις συγκροτῆται ἐκ ριζικῶν καὶ δυνάμεων γινομένων καὶ πηλίκων, ἐν γένει ἀπλούστερον εἶναι ἐφαρμόζειν τοὺς λογαριθμοὺς εἶτα ζητεῖν τὸ λογαριθμικὸν διαφορικὸν τῆς συνεκθέσεως. Τῷ τρόπῳ τούτῳ εὐρέθησαν τῶν ἑξῆς παραδειγμάτων τὰ διαφορικά.

$$15) \psi = (\alpha + x)^\mu (\beta + x)^\nu,$$

$$\lambda\psi = \mu\lambda (\alpha + x) + \nu\lambda (\beta + x),$$

$$\frac{1}{\psi} \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\mu}{\alpha + x} + \frac{\nu}{\beta + x},$$

$$\delta\psi = (\alpha + x)^\mu (\beta + x)^\nu \left(\frac{\mu}{\alpha + x} + \frac{\nu}{\beta + x} \right) \delta x.$$

$$16) \psi = \frac{[(x+1)(x+3)^2]^{\frac{1}{2}}}{(x+2)^4}, \quad \delta\psi = \frac{x^3}{(x+2)^4} \left(\frac{[x+3]^2}{x+1} \right)^{\frac{1}{2}} \delta x.$$

$$17) \psi = e^{ax} \acute{\eta}\mu \rho x, \quad \delta\psi = e^{ax} (a \acute{\eta}\mu \rho x + \rho \sigma \upsilon \nu \rho x) \delta x.$$

$$18) \psi = \lambda [(a + x)^\mu (a' + x)^\nu (a'' + x)^\rho],$$

$$\delta\psi = \frac{\nu \delta x}{a + x} + \frac{\nu' \delta x}{a' + x} + \frac{\nu'' \delta x}{a'' + x}.$$

Ἐὰν φέρωμεν τὰ κλάσματα ταῦτα ἐπὶ τὸν αὐτὸν παρονομαστήν, ἔξομεν ἔκθεσιν ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{Ax^2 + Bx + \Gamma}{x^3 + A'x^2 + B'x + \Gamma'} \delta x,$$

τῶν $-a, -a', -a''$, οὐσῶν ριζῶν τῆς ἐξισώσεως $x^3 + A'x^2 + B'x + \Gamma' = 0$.

Ε'. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΣΕΩΣ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΣΥΓΚΡΟΤΟΥΜΕΝΩΝ ΕΚ ΠΛΕΙΟΝΩΝ ΜΕΤΑΒΛΗΤΩΝ ΑΝΕΞΑΡΤΗΤΩΝ.

43. Ἐπανερχόμενοι εἰς τὰς ἐν § 2 ἀρχάς, ὑποθέσωμεν ὑπάρχουσαν μίαν ἐξίσωσιν περιεκτικὴν πλειόνων μεταβλητῶν ἀνεξαρτήτων. Ἄπασαι αἱ τιμαὶ τούτων ἔσονται κατὰ βούλησιν, πλὴν μιᾶς. Ἡ μεταβλητὴ ἥς τὴν τιμὴν ὑποθέτομεν ὀριζομένην διὰ τῆς ἐξισώσεως, ἀφοῦ δοθῶσιν αἱ τυχεῦσαι τιμαὶ εἰς ἀπάσας τὰς λοιπὰς, εἶναι συνέκθεσις τῶν τελευταίων τούτων, αἵτινες ἔσονται αἱ ἀνεξάρτητοι μεταβληταί. Ἡ σχέση αὕτη δηλοῦται οὕτω,

$$\omega = \Sigma (\tau, u, x, \psi, \dots).$$

Τὰ μὲν ἐν παρενθέσει γράμματα δηλοῦσι τὰς ἀνεξαρτήτους μεταβλητάς, ω δὲ τὴν μεταβλητὴν, συνέκθεσιν αὐτῶν οὔσαν. Ἄρα πρέπει νὰ ὑποθέσωμεν ὅτι δίδομεν ἐκάστη τῶν μεταβλητῶν τ, u, x, \dots ἀπάσας τὰς ὑπὸ $-\infty$ καὶ $+\infty$ ἀπολαμβανόμενας τιμὰς, νὰ φαντασιῶμεν δὲ τὴν διαδοχὴν τῶν συστοίχων τιμῶν ἃς λαμβάνει ἡ συνέκθεσις ω .

44. Ὄταν αἱ ἀνεξάρτητοι μεταβληταὶ ᾖσι δύο, ἥτοι ὅταν ἔχωμεν

$$\omega = \Sigma (x, \psi),$$

ἡ Γεωμετρία χορηγεῖ καὶ αὐθις τὸ μέσον τοῦ παριστᾶν τὴν διαδοχὴν τῶν τιμῶν τῆς συνεκθέσεως ω . Τὸ σύνολον τῶν τιμῶν τούτων συγκροτεῖ ἐπιφάνειαν ἥς τὸ σχῆμα δίδει ἰδέαν τῆς φύσεως τῆς συνεκθέσεως $\omega = \Sigma (x, \psi)$, καὶ τῆς διαδοχικῆς προόδου τῶν τιμῶν αὐτῆς.

Όταν ο αριθμός των ανεξαρτήτων μεταβλητών μείζων είναι δύο, αδύνατον πλέον παραστήσαι διὰ τῆς Γεωμετρίας, οὕτως ἐπαισθητῶς, τὴν φύσιν καὶ τὰ ἰδιώματα τῆς συνεχέσεως. Ὅσα ζητήματα ἄγουσιν εἰς τὴν θεωρίαν πλειόνων μεταβλητῶν, ἀνήκουσιν ἀποκλειστικῶς τῇ ἀναλύσει, ἧς ἡ γενικότης εἶναι ἀπεριόριστος, καὶ ἥτις περιλαμβάνει ἅπαντας τοὺς συνδυασμοὺς οὓς παρέχει ἡ θεωρία τοῦ ποσοῦ.

45. Ἡ διαφορῖσις τῶν ἐκ πλειόνων μεταβλητῶν ἀνεξαρτήτων συγκροτουμένων συνεχέσεων ἐξαρτᾶται ἀπὸ τῶν αὐτῶν προεκτεθεισῶν ἀρχῶν. Ἐκάστη μεταβλητὴ ἀνεξάρτητος $τ, υ, x, \dots$, ὑποτίθεται αὐξάνουσα κατὰ διαφορὰς ἀπειροστημορίους $δτ, δυ, δx, \dots$ ὧν ἐκάστη διατηρεῖ μὲν τιμὴν ἄτρεπτον, δὲν ἔχουσι δὲ ποσῶς πρὸς ἀλλήλας σχέσεις ὠρισμένας. Ἐπομένως, ἡ μεταβλητὴ ω μεταβάλλεται κατὰ τὸ ἀπειροστὸν $δ\omega$, οὕτινος ἡ τιμὴ εὐρίσκεται αείποτε διὰ τῆς θεωρίας τοῦ ὅρου τοῦ πρὸς ἀλλήλας λόγου τῶν αὐξήσεων τῆς συνεχέσεως καὶ ἐκάστης μεταβλητῆς ἀνεξαρτήτου.

46. Ἐστω ἡ συνέχθεσις

$$\omega = \Sigma(x, \psi).$$

ὑποτιθεμένου ὅτι x καὶ ψ αὐξάνουσιν ἀμοιβαίως κατὰ ποσὰ οἰαδήποτε Δx καὶ $\Delta \psi$, ἡ σύστοιχος μεταβολὴ $\Delta \omega$ τῆς συνεχέσεως ἀποσυντίθεται εἰς δύο μέρη, τὸ μὲν προερχόμενον ἐκ τῆς μεταβολῆς τῆς x μόνης, τὸ δὲ ἐκ τῆς μεταβολῆς τῆς ψ μόνης. Τῶ ὄντι, γράφομεν,

$$\Delta \omega = [\Sigma(x + \Delta x, \psi) - \Sigma(x, \psi)] + [\Sigma(x + \Delta x, \psi + \Delta \psi) - \Sigma(x + \Delta x, \psi)].$$

ἢ, ὕπερ τὸ αὐτὸ,

$$\Delta \omega = \frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi) - \Sigma(x, \psi)}{\Delta x} \Delta x + \frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi + \Delta \psi) - \Sigma(x + \Delta x, \psi)}{\Delta \psi} \Delta \psi.$$

ὑποθέσωμεν ἤδη ὅτι αἱ διαφοραὶ Δx καὶ $\Delta \psi$ προσεγγίζουσιν ἐπ' ἀπειρον τῶ μηδενί· τὸ ὅριον τοῦ μὲν λόγου

$$\frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi) - \Sigma(x, \psi)}{\Delta x},$$

ἔσεται, κατὰ ἄρθ. Α', $\frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta x}$, τοῦ δὲ λόγου

$$\frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi + \Delta \psi) - \Sigma(x + \Delta x, \psi)}{\Delta \psi},$$

ἔσεται, κατὰ τὸν ἐν § 28 συλλογισμόν, $\frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta \psi}$. Ἄρα

ἡ ἐκθεσις τοῦ ζητουμένου διαφορικοῦ εἶναι

$$\delta \omega = \frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta \psi} \delta \psi,$$

γραφομένη καὶ οὕτω,

$$\delta \omega = \frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi.$$

47. Ὅταν ἐν τῇ τελείῃ συνεχέσει περιέχωνται τρεῖς ἢ πλείονες μεταβληταί, αἱ αὐταὶ παρατηρήσεις ἐφαρμόζονται. Ἐστω

$$\omega = \Sigma(u, x, \psi).$$

εὐρίσκομεν

$$\delta \omega = \frac{\delta \Sigma(u, x, \psi)}{\delta u} \delta u + \frac{\delta \Sigma(u, x, \psi)}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \Sigma(u, x, \psi)}{\delta \psi} \delta \psi,$$

ἢ, ἀπλούστερον,

$$\delta \omega = \frac{\delta \omega}{\delta u} \delta u + \frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi.$$

Καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς διὰ μείζονα ἀριθμὸν μεταβλητῶν.

48. Παρατηρητέον, ὅτι ἐν τῷ ἀνωτέρῳ τύπῳ, ὁ ὅρος $\frac{\delta \omega}{\delta u} \delta u$ δηλοῖ τὸ διαφορικὸν τῆς τελείας συνεχέσεως ληφθὲν θεωρηθείσης u μόνης ὡς μεταβλητῆς· τοῦτο δὲ καλεῖται τὸ μερικὸν διαφορικὸν τῆς συνεχέσεως ω λαμβανόμενον πρὸς u .

Ὡσαύτως οἱ ὅροι $\frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x$, $\frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi$, ἐμφαίνουσι τὰ μερικὰ

διαφορικά τῆς συνεκθέσεως ω ληφθέντα τὸ μὲν πρὸς x, τὸ δὲ πρὸς ψ. Τὸ ἄθροισμα τῶν μερικῶν τούτων διαφορικῶν συγκροτεῖ τὸ ὅλον διαφορικὸν δω. Τὰ κλάσματα

$$\frac{\delta\omega}{\delta u}, \frac{\delta\omega}{\delta x}, \frac{\delta\omega}{\delta\psi},$$

εἰσὶν ἐνταῦθα σύμβολα ἀναλυτικὰ δηλοῦντα ἀμοιβαίως τοὺς διαφορικοὺς συντελεστὰς τῆς συνεκθέσεως ω, οὓς μορφοῦμεν θεωροῦντες u μόνην ὡς μεταβλητὴν, x μόνην ὡς μεταβλητὴν, ψ μόνην ὡς μεταβλητὴν. Τῷ ἐν τῷ ἀριθμητῇ δω ἐμφαίνει τὸ μερικὸν διαφορικὸν τῆς ω, λαμβανόμενον πρὸς u, ἢ πρὸς x, ἢ πρὸς ψ. δι' ὅ δὲν πρέπει νὰ συγχεῖται τῷ δω τοῦ πρώτου μέλους τῆς ἐξισώσεως, ἐμφαίνουντι τὸ ὅλον διαφορικὸν τῆς συνεκθέσεως ω.

Παρατηρητέον προσέτι ὅτι, ἕνεκα τοῦ ἀνεξαρτήτου τῶν τιμῶν τῶν μεταβλητῶν u, x, ψ, οὐδὲν ὑποχρεοῖ ὑποθέτειν αὐτὰς συγχρόνως μεταβαλλομένας. Οὕτως, ὅταν ζητῆται τὸ διαφορικὸν τῆς συνεκθέσεως $\omega = \Sigma(u, x, \psi)$, δηλωτέον συγχρόνως εἶναι τὸ διαφορικὸν τοῦτο ἔσεται ὀλικόν· τότε δὲ μορφοῦται ἐν γένει κατὰ τὸν προηγούμενον τύπον· ἢ εἰάν πρέπει νὰ ληφθῇ κατὰ μίαν, ἢ κατὰ τινὰς μόνον μεταβλητάς· τότε παραλείπονται ἐκ τοῦ αὐτοῦ τύπου οἱ ἀναφερόμενοι ὅροι πρὸς τὰς μεταβλητάς αἵτινες ἔσονται θεωρητέαι ὡς ἀναλλοίωτοι.

49. Ἐπειδὴ ἡ διαφορῖσις τῶν ἐκ πολλῶν ἀνεξαρτήτων μεταβλητῶν συγκροτουμένων συνεκθέσεων ἀγεται, κατὰ τὰ ἤδη ἐκτελέντα, εἰς τὴν διαφορῖσιν τῆς συνεκθέσεως πρὸς μίαν μόνην ἐξ αὐτῶν, εὐκόλως ἐφαρμόζομεν, ἐν ἐκάστη ἰδιαιτέρᾳ περιπτώσει, τοὺς ἐν τῷ προηγούμενῳ ἀριθμῷ κανόνας.

50. Ὅταν ἡ τριθεῖσα συνέθεσις περιέχη δύο μόνον μεταβλητάς ἀνεξαρτήτους, ὡς

$$\omega = \Sigma(\chi, \psi),$$

τῆς διαφορῖσιν μέρη τοῦ ὅλου διαφορικοῦ

$$\delta\omega = \frac{\delta\omega}{\delta\chi} \delta\chi + \frac{\delta\omega}{\delta\psi} \delta\psi,$$

παριστάνονται διὰ τῆς Γεωμετρίας. (Σχ. 2) Ἐστω μ τὸ σημειοῦ ἐπιπέδου τῶν xψ οὔτινος αἱ συντεταγμέναι ΑΠ, ΑΚ, παριστῶσι x, ψ· καὶ Μ τὸ ἐπὶ μ προβαλλόμενον σημεῖον τῆς ἐπιφανείας, οὔτινος ἡ τεταγμένη ΑΡ ἐμφαίνει τὴν τιμὴν τῆς συνεκθέσεως ω. Αἱ αὐξήσεις Δx, Δψ, παρασταθῆσονται ὑπὸ μΘ καὶ μΘ'. Ἐστω μ'ν' ἡ προβολὴ ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου ΧΩ τῆς καμπύλης τῆς τομῆς τῆς ἐπιφανείας ὑπὸ ἐπιπέδου ἀγομένου ἀπὸ τοῦ σημείου Μ παραλλήλως τῷ ΧΩ. Ἐστω ἐπίσης μ'ν'' ἡ προβολὴ ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου ΨΩ τῆς καμπύλης τῆς τομῆς τῆς ἐπιφανείας ὑπὸ ἐπιπέδου ἀγομένου ἀπὸ τοῦ σημείου Μ παραλλήλως τῷ ΨΩ. Ἄλλοιον ὅτι ν'Ρ' ἐμφαίνει τὴν μεταβολὴν ἣν λαμβάνει ἡ τεταγμένη ω, εἰ ἡ τετμημένη x μόνη ἠύξανε κατὰ Δx ἢ μΘ· ὅτι ν'Ρ'' ἐμφαίνει τὴν μεταβολὴν τῆς αὐτῆς τεταγμένης, εἰ ψ μόνη ἠύξανε κατὰ Δψ ἢ μΘ'. Ἡ ὅλη διαφορὰ τῆς τεταγμένης ω, ἢτοι ἡ προκύπτουσα ἐκ τῆς ταυτοχρόνου αὐξήσεως ἀμφοτέρων τῶν τετμημένων, παριστάνεται ὑπὸ τῆς διαφορᾶς ἀπ' ἀλλήλων τῆς τεταγμένης τοῦ σημείου Μ τῆς ἐπιφανείας ἐπὶ μ προβαλλομένου, καὶ τῆς τεταγμένης τοῦ σημείου Ν τῆς αὐτῆς ἐπὶ ν προβαλλομένου. Ὅταν αἱ αὐξήσεις ὑποτεθῶσιν ἀπειροστά, ν'Ρ' ἐμφαίνει τὸ

μέρος $\frac{\delta\omega}{\delta x} \delta x$ τοῦ ὅλου διαφορικοῦ, ὁ δὲ διαφορικὸς συν-

τελεστὴς $\frac{\delta\omega}{\delta x}$, πρὸς x λαμβανόμενος, δηλοῦται ὑπὸ τῆς

τριγωνομετρικῆς ἐφαπτομένης τῆς γωνίας ν'μ'Ρ'.

Ἐπίσης, ν'Ρ'' παριστᾷ τὸ μέρος $\frac{\delta\omega}{\delta\psi} \delta\psi$ τοῦ ὅλου διαφορικοῦ, ὁ

δὲ διαφορικὸς συντελεστὴς $\frac{\delta\omega}{\delta\psi}$, πρὸς ψ λαμβανόμενος,

δηλοῦται ὑπὸ τῆς τριγωνομετρικῆς ἐφαπτομένης τῆς γωνίας

ν'μ''Ρ''.

Βλέπομεν ὅτι, ἐν τῇ περιπτώσει τῶν ἀπειροστημορίων αὐξήσεων, ἡ μεταβολὴ τῆς τεταγμένης ω, ὅταν ἀπὸ τοῦ ἐπὶ μ προβαλλομένου σημείου τῆς ἐπιφανείας μεταβῶμεν εἰς τὸ ἐπὶ ν προβαλλόμενον, εἶναι ἀείποτε τὸ ἄθροισμα

τῶν μεταβολῶν προκυπτουσῶν ἀμοιβαίως τῇ μεταβάσει ἀπὸ τοῦ ἐπὶ μ προβαλλομένου σημείου εἰς τὰ δύο σημεῖα ἐπὶ Θ καὶ Θ' προβαλλόμενα.

51. Ἔπονται πρὸς ἀσκήσιν διάφορα ὑποδείγματα διαφορίσεως συνεκθέσεων ἐκ πλειόνων μεταβλητῶν συγκροτουμένων.

$$1) \omega = x^\mu \psi^\nu, \quad \delta\omega = x^{\mu-1} \psi^{\nu-1} (\mu\psi\delta x + \nu x\delta\psi).$$

$$2) \omega = \frac{\alpha\psi}{\sqrt{x^2 + \psi^2}}, \quad \delta\omega = \frac{-\alpha x\psi\delta x + \alpha x^2 \delta\psi}{(x^2 + \psi^2)^{3/2}}.$$

$$3) \omega = \text{τόξ ἐφ} \frac{x}{\psi}, \quad \delta\omega = \frac{\psi\delta x - x\delta\psi}{x^2 + \psi^2}.$$

$$4) \omega = \left(\frac{x^2 - \psi^2}{x^2 + \psi^2} \right)^{1/2}, \quad \delta\omega = \frac{2x\psi(\psi\delta x - x\delta\psi)}{(x^2 + \psi^2)^{3/2} (x^2 - \psi^2)^{1/2}}.$$

$$5) \omega = (x^2 + \psi^2 + u^2)^{1/2} + \text{τόξ ἐφ} \frac{x}{u} + \frac{u^2}{2},$$

$$\delta\omega = \frac{x\delta x + \psi\delta\psi + u\delta u}{(x^2 + \psi^2 + u^2)^{1/2}} + \frac{u\delta x - x\delta u}{x^2 + u^2} + u\delta u,$$

$$6) \omega = \lambda \text{ ἐφ} \frac{x}{\psi}, \quad \delta\omega = \frac{2(\psi\delta x - x\delta\psi)}{\psi^2 \text{ ἢ} \mu \cdot 2 \frac{x}{\psi}}.$$

$$7) \omega = \frac{x^2 + \psi^2}{x + \psi}$$

$$\delta\omega = \frac{[\psi - x - 2(x\psi)^{1/2}] \psi^{1/2} \delta x + [x - \psi - 2(x\psi)^{1/2}] x^{1/2} \delta\psi}{2(x\psi)^{1/2} (x + \psi)^2}.$$

$$8) \omega = \frac{e^u \psi}{(x^2 + \psi^2)^{1/2}}, \quad \delta\omega = \frac{e^u \psi \delta u}{(x^2 + \psi^2)^{1/2}} + \frac{x e^u (x\delta\psi - \psi\delta x)}{(x^2 + \psi^2)^{3/2}}.$$

$$9) \omega = \text{ἡμ}(x^\mu \psi^\nu), \quad \delta\omega = x^{\mu-1} \psi^{\nu-1} \text{συν}(x^\mu \psi^\nu) (\mu\psi\delta x + \nu x\delta\psi).$$

$$10) \omega = \frac{x^2 \psi}{\alpha^2 - u^2}, \quad \delta\omega = \frac{2x\psi\delta x}{\alpha^2 - u^2} + \frac{x^2 \delta\psi}{\alpha^2 - u^2} + \frac{2x^2 \psi \delta u}{(\alpha^2 - u^2)^2}.$$

ΣΤ'. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΣΕΩΣ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΣΥΝΕΠΤΥΓΜΕΝΩΝ.

52. Συνέκθεσις ἀνεπτυγμένη καλεῖται ἐκείνη ἥς ἡ ἀναλυτικὴ ἔκθεσις δίδεται διὰ ποσῶν ἀμεταβλήτων καὶ μεταβλητῶν ἀφ' ὧν ἡ τιμὴ αὐτῆς ἐξαρτᾶται. Οὕτω λέγομεν ὅτι, συνέκθεσις τις ω τῶν μεταβλητῶν x καὶ ψ εἶναι ἀνεπτυγμένη, ἢ ὅτι δίδεται ἀνεπτυγμένως, ὅταν ἔχωμεν τὴν ἐξίσωσιν,

$$\omega = \Sigma(x, \psi),$$

Ἄλλ' ὅταν ἡ συνέκθεσις ω συμπλέκηται ταῖς μεταβληταῖς x καὶ ψ ἐν ἐξίσώσει ὡς τὴν

$$\Sigma(x, \psi, \omega) = 0,$$

μὴ οὕσα ἐπιλελυμένη πρὸς ω , αὕτη τότε καλεῖται συνέκθεσις *συνεπτυγμένη*. λέγομεν δὲ ὅτι ἡ τιμὴ αὐτῆς δίδεται *συνεπτυγμένως*. Τῇ τοιαύτῃ ἐκφράσει ἐννοοῦμεν ὅτι, ἡ τιμὴ τῆς συνεκθέσεως ω , καὶ τοι οὕσα ὠρισμένη ὅταν ὀρισθῶσιν αἱ τῶν μεταβλητῶν x, ψ , δὲν δηλοῦται ὑπὸ ἐκθέσεως ἀναλυτικῆς γνωστῆς· τὴν ἔκθεσιν ταύτην λαμβάνομεν ἐπιλύοντες τὴν ἐξίσωσιν, ἢ δὲ συνέκθεσις καθίσταται τότε ἀνεπτυγμένη. Τὰς συνεπτυγμένας συνεκθέσεις διαφορίζομεν εὐκόλως ὡς τὰς ἀνεπτυγμένας· ἤτοι μορφοῦμεν τὴν ἔκθεσιν τοῦ διαφορικοῦ τῆς συνεκθέσεως χωρὶς νὰ ἐπιλύσωμεν τὴν ἐξίσωσιν ἐν ἣ ὑπάρχει περιπεπλεγμένη.

Ἡ φύσις ἐκάστης προτάσεως [2] ὀρίζει ἀείποτε τὸν ἀριθμὸν τῶν μεταβλητῶν, ὡς καὶ τὰς μεταξὺ αὐτῶν ὑπαρχούσας σχέσεις, αἵτινες δηλοῦνται ὑπὸ ἐξισώσεων. Τοῦ μὲν ἀριθμοῦ τῶν μεταβλητῶν ὄντος μ , τοῦ δὲ τῶν ἐξισώσεων ν , $\mu - \nu$ μεταβληταὶ ἔσονται ἀνεξάρτητοι, αἱ δὲ λοιπαὶ ν συνεκθέσεις τούτων. Ἐκ τῶν μεταβλητῶν διακρίνονται αἱ ὡς ἀνεξάρτηται

θεωρητέαι καὶ αἱ ὄσσαι συνεκθέσεις τούτων· ἡ διάκρισις δὲ αὐτὴ τηρεῖται ἀναλλοιώτως καθ' ἅπασαν τὴν σειρὰν τῶν ἐργασιῶν.

53. Θεωρήσωμεν πρῶτον τὴν ἀπλῆν περίπτωσιν μιᾶς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς x σὺν τῇ συνεκθέσει ψ , συνδεομένων τῇ ἐξίσωσει

$$\Sigma(x, \psi) = 0.$$

Τῆς ἐξίσωσεως ταύτης ὑπαρχούσης οἰανδήποτε τιμὴν δώσωμεν τῇ x , φανερόν ὅτι ἔχομεν

$$\Sigma(x + \Delta x, \psi + \Delta \psi) = 0.$$

δηλοῦντες πάντοτε $\Delta \psi$ τὴν μεταβολὴν τῆς συνεκθέσεως ψ , ἀντιστοιχοῦσαν τῇ αὐξήσει Δx δεδομένη τῇ x . Ἄρα ἔχομεν ἐπίσης τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi + \Delta \psi) - \Sigma(x, \psi)}{\Delta x} = 0,$$

ὑπάρχουσαν οἰανδήποτε εἶναι ἡ Δx · ἐπομένως ὑπάρχουσαν καὶ κατὰ τὸ ὄριον ἢ τείνει τὸ πρῶτον μέλος, ὅταν Δx τείνη πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴση μηδενί. Ἀλλὰ, τὸ ὄριον τοῦτο ἀκριβῶς ἐστὶν ὁ διαφορικός συντελεστής

$\frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta x}$, τοῦ πρώτου μέλους τῆς τελείσης ἐξίσωσεως, οὔτινος ἡ ἔκθεσις εἶναι ἐνταῦθα (κατὰ § 28 καὶ διότι ψ εἶναι συνέκθεσις τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς x), $\frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x}$.

Ἄρα, ἔχομεν τὴν ἐξίσωσιν,

$$\frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} = 0,$$

ἢν πολλάκις γράφουσι συντομώτερον καὶ οὕτω,

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} = 0.$$

δηλουμένης μόνω τῷ γράμματι Σ τῆς τελείσης συνεκθέσεως $\Sigma(x, \psi)$, ἐξ ἧς δὲ συνάγομεν τὴν ἔκθεσιν τοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ ἢ τῆς παραγομένης συνεκθέσεως τῆς ψ ,

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = - \frac{\frac{\delta \Sigma}{\delta x}}{\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}}, \quad \text{καὶ} \quad \delta \psi = - \frac{\frac{\delta \Sigma}{\delta x}}{\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}} \delta x.$$

Παρατηρήτέον, ὅτι αἱ τιμαὶ αὗται ἐκτίθενται δι' ἀμφοτέρων συγχρόνως τῶν μεταβλητῶν x, ψ . Τότε μόνον δύνανται ἐκτεθεῖναι διὰ μόνης τῆς x , ὅταν δυνάμεθα ἐπιλύσαι τὴν ἐξίσωσιν $\Sigma(x, \psi) = 0$ πρὸς ψ . Οὐχ ἦττον ὁμοίως οἱ τύποι οὗτοι εἰσι λίαν χρήσιμοι καὶ ἐν περιπτώσει καθ' ἣν ἡ ἐπίλυσις αὕτη εἶναι ἀδύνατος.

54. Ἡ ποσότης $\frac{\delta \Sigma}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x}$ εἶναι τὸ διαφορικὸν

τῆς συνεκθέσεως Σ , ἀφ' οὗ ἀφρέθη ὁ ἀτρέπτος παράγων δx . Τὸ διαφορικὸν τοῦτο ἰσοῦται μηδενί. Δῆλον τῷ ὄντι ὅτι, ἐπειδὴ ἡ ἐξίσωσις $\Sigma(x, \psi) = 0$ ὑπάρχει διὰ πᾶσαν τιμὴν τῆς x , ἡ ἔκθεσις μεταβουλῆς πεπερασμένης ἢ ἀπειροσθημορίου ἐπερχομένης τῇ συνεκθέσει $\Sigma(x, \psi)$, συνεπεῖα αὐξήσεως πεπερασμένης ἢ ἀπειροσθημορίου δεδομένης τῇ x , ἔσεται μηδέν. Ἐν γένει, ἡ ἐξίσωσις $\Sigma = 0$, Σ δηλοῦντος πᾶσαν συνέκθεσιν πολλῶν μεταβλητῶν, συνεπάγει ἀείποτε τὴν ἐξίσωσιν $\delta \Sigma = 0$. $\delta \Sigma$ δηλοῦντος τὸ διαφορικὸν τῆς συνεκθέσεως Σ , ὃ δύναται εἶναι ὅλικόν ἢ μερικόν.

55. Ἐστω προσέτι ἡ ἐξίσωσις

$$\Sigma(x, \psi, \omega) = 0,$$

ἐν ἣ x, ψ , εἰσι μεταβληταὶ ἀνεξάρτητοι, καὶ ω συνέκθεσις ἀμφοτέρων τούτων. Ὄταν x λάβῃ οἰανδήποτε αὐξήσιν, τῆς ψ ὑποτιθεμένης ἀτρέπτου, ἡ ω λαμβάνει μεταβολὴν ἐξαρτωμένην ἀπὸ τῆς μεταβολῆς τῆς x . Κατὰ τὴν ὑπόθεσιν ταύτην, θεωρητέον τὴν τελείσαν ἐξίσωσιν ὡς περιεκτικὴν τῶν

δύο μόνον μεταβλητῶν x καὶ ω . Λοιπὸν, κατὰ τ' ἀνωτέρω, ἔχομεν τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} = 0,$$

ἐξ ἧς πορίζομεθα τὸν μερικὸν διαφορικὸν συντελεστὴν $\frac{\delta \omega}{\delta x}$ τῆς συνεκθέσεως ω , πρὸς x μόνην μεταβαλλομένην.

Κατὰ συλλογισμὸν ἀνάλογον, δῆλον ὅτι ἔχομεν καὶ τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta \psi} = 0,$$

ἐξ ἧς ὀρίζεται ὁ μερικὸς διαφορικὸς συντελεστὴς $\frac{\delta \omega}{\delta \psi}$ τῆς συνεκθέσεως ω , πρὸς ψ μόνην μεταβαλλομένην.

56. Ἐὰν πολυπλασιάσωμεν τὰς ἀνωθεὶ δύο ἐξισώσεις, τὴν μὲν ἐπὶ δx τὴν δὲ ἐπὶ $\delta \psi$, καὶ προσθέσωμεν αὐτάς, ἔχομεν

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \delta \psi + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \left(\frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi \right) = 0.$$

ἢ κατὰ § 46,

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \delta \psi + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \delta \omega = 0.$$

Ὅθεν βλέπομεν καὶ αὖθις ὅτι δυνάμεθα ἐξισῶσαι μηδενὶ τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς ἐξισώσεως $\Sigma = 0$, λαμβανόμενον κατὰ τὰς τρεῖς μεταβλητάς x, ψ, ω . Πρέπει ὅμως νὰ ἔχομεν ὑπ' ὄψιν ὅτι, τὸ διαφορικὸν τοῦτο ἰσοδυναμεῖ πρὸς δύο ἐξισώσεις· διότι, ὅταν ἐν τῇ ἐκθέσει αὐτοῦ θέσωμεν ἀντὶ

$\delta \omega$ τὴν τιμὴν $\frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi$, τὸ ἀνεξάρτητον τῶν αὐ-

ξήσεων δx καὶ $\delta \psi$, ἀπαιτεῖ ὅπως ἐκάστη χωριστὰ τῶν πολυπλασιαζουσῶν αὐτὰς ποσοτήτων εἴη ἴση μηδενί.

57. • Θεωρήσωμεν ἤδη τὴν γενικὴν περίπτωσιν καθ' ἣν ἔχομεν πλεονάς συνεκθέσεις καὶ μεταβλητάς ἀνεξαρτήτους. Ἐστῶσαν π. χ. αἱ δύο ἐξισώσεις

$$\sigma(u, x, \psi, \omega) = 0, \quad \Sigma(u, x, \psi, \omega) = 0,$$

ἐν αἷς u καὶ x εἰσὶ μεταβληταὶ ἀνεξάρτητοι, ψ καὶ ω συνεκθέσεις τῶν u καὶ x διδόμεναι συνεπτυγμένως ὑπὸ τῶν ἐξισώσεων τούτων. Ἐπειδὴ τὰ διαφορικά τῶν συνεκθέσεων σ καὶ Σ πρέπει νὰ ᾄσι μηδέν, κατὰ τὰ προλεχθέντα, λαμβάνοντες αὐτὰ συμφώνως πρὸς τοὺς προαποδοθέντας κανόνας, ἔχοντες δὲ ὑπ' ὄψιν ὅτι ψ καὶ ω εἰσὶ συνεκθέσεις τῶν u καὶ x , ἔχομεν,

$$\left(\frac{\partial \sigma}{\partial u} + \frac{\partial \sigma}{\partial \psi} \frac{\delta \psi}{\delta u} + \frac{\partial \sigma}{\partial \omega} \frac{\delta \omega}{\delta u} \right) \delta u + \left(\frac{\partial \sigma}{\partial x} + \frac{\partial \sigma}{\partial \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{\partial \sigma}{\partial \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} \right) \delta x = 0,$$

$$\left(\frac{\partial \Sigma}{\partial u} + \frac{\partial \Sigma}{\partial \psi} \frac{\delta \psi}{\delta u} + \frac{\partial \Sigma}{\partial \omega} \frac{\delta \omega}{\delta u} \right) \delta u + \left(\frac{\partial \Sigma}{\partial x} + \frac{\partial \Sigma}{\partial \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{\partial \Sigma}{\partial \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} \right) \delta x = 0.$$

Ἐν ἐκάστη τῶν ἐξισώσεων τούτων δυνάμεθα ὑποθέσαι χωριστὰ $\delta u = 0$, ἢ $\delta x = 0$. Ἄρα, ἰσοδυναμοῦσιν αὐταὶ πρὸς τέσσαρας ἐξισώσεις διακεκριμένας ὀρίζουσας τὰς τιμὰς τῶν τεσσάρων μερικῶν διαφορικῶν συντελεστῶν $\frac{\delta \psi}{\delta u}, \frac{\delta \psi}{\delta x}, \frac{\delta \omega}{\delta u},$

$\frac{\delta \omega}{\delta x}$. Οἱ διαφορικοὶ οὗτοι συντελεσταὶ ἐκτίθενται διὰ τῶν τεσσάρων μεταβλητῶν u, x, ψ, ω , συγχρόνως.

Ἄφ' οὗ οὕτω λάβωμεν τὰς τιμὰς τῶν μερικῶν διαφορικῶν συντελεστῶν τῶν συνεκθέσεων ψ καὶ ω , μορφοῦμεν τὰ ὀλίκα διαφορικὰ τούτων, ἀντιεσάγοντες τὰς αὐτὰς τιμὰς ἐν ταῖς γενικαῖς ἐκθέσει

$$\delta \psi = \frac{\delta \psi}{\delta u} \delta u + \frac{\delta \psi}{\delta x} \delta x, \quad \delta \omega = \frac{\delta \omega}{\delta u} \delta u + \frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x.$$

58. Αἱ κῆται θεωρίαι ἐπεκτείνονται εὐκόλως εἰς περι-

πτώσεις καθ' ἃς ἔχομεν μείζονα ἀριθμὸν μεταβλητῶν καὶ ἐξισώσεων.

Ἔπονται ὑποδείγματα τινὰ πρὸς ἀσκήσιν.

1) $\psi^2 - 2\mu x \psi + x^2 - a^2 = 0, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\mu\psi - x}{\psi - \mu x}$

2) $\psi^3 - 3\alpha x \psi + x^3 = 0, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\alpha\psi - x^2}{\psi^2 - \alpha x}$

3) $x\lambda\psi = \psi\lambda x, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\psi}{x} \cdot \frac{\psi - x\lambda\psi}{x - \psi\lambda x}$

4) $\eta\mu\psi = x\eta\mu(a + \psi), \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\eta\mu(a + \psi)}{\sigma\upsilon\nu\psi - x\sigma\upsilon\nu(a + \psi)}$

5) $\psi^v \lambda \psi = \alpha x, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\alpha}{\psi^{v-1}(1 + v\lambda\psi)}$

6) $\epsilon\rho\psi = 1 + x\eta\mu\psi, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\sigma\upsilon\nu^2\psi \eta\mu\psi}{1 - x\sigma\upsilon\nu^2\psi}$

7) $\epsilon\rho \frac{\psi}{2} = \left(\frac{1-x}{1+x}\right)^i, \quad \tau\eta \text{ διὰ λογαριθμῶν διαφορῶσαι}$

εὐρίσκομεν, $\frac{\delta\psi}{\delta x} = -\frac{\eta\mu\psi}{1-x^2} = -\frac{1}{(1-x^2)^i}$

8) $\psi = 1 + xe^\psi, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{e^\psi}{1-xe^\psi} = \frac{e^\psi}{2-\psi}$

9) $x(1+\psi)^i + \psi(1+x)^i = 0,$

$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\psi}{x} \cdot \frac{\psi + 2(1+x)^i(1+\psi)^i}{x + 2(1+x)^i(1+\psi)^i}$

10) $\eta\mu \frac{x}{\theta} + \tau\omicron\zeta \eta\mu \frac{\psi}{\eta} = \gamma, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = -\frac{(\eta^2 - \psi^2)^{\frac{1}{2}}}{(\theta^2 - x^2)^{\frac{1}{2}}}$

11) $(x - \epsilon\psi^2)^{\frac{1}{2}} = (\alpha x^3 - \psi)^{\frac{1}{2}},$

$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{5(\alpha x^3 - \psi) - 3\alpha x^2(x - \epsilon\psi^2)}{10\epsilon\psi(\alpha x^3 - \psi) - 3(x - \epsilon\psi^2)}$

12) $x^2 + \psi^2 + \omega^2 = x^2, \quad \alpha x + \epsilon\psi + \gamma\omega + \theta = 0,$

$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\alpha\omega - \gamma x}{\gamma\psi - \epsilon\omega}, \quad \frac{\delta\omega}{\delta x} = \frac{\epsilon x - \alpha\psi}{\gamma\psi - \epsilon\omega}$

Z'. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΔΙΑΦΟΡΩΝ ΤΑΣΕΩΝ ΤΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΜΙΑΣ ΜΕΤΑΒΛΗΤΗΣ.

59. Πρῶτον θεωρήσομεν μίαν μεταβλητὴν ἀνεξάρτητον σὺν τῇ ἀπὸ ταύτης ἐξαρτωμένην συνεκθέσει $\psi,$

$\psi = \Sigma(x).$

Πρὸς μείζονα δὲ σαφήνειαν, θέσομεν ὑπ' ὄψιν ἡμῶν τὴν γεωμετρικὴν παράστασιν τῆς συνεκθέσεως (Σχ. 3). Ἡ μὲν τεταγμένη ΑΠ παριστᾷ τὴν $x,$ ἡ δὲ τετραγμένη ΜΠ τὴν $\psi.$

Τούτων τεθέντων, τεθείσθω ὅτι x αὐξάνει κατὰ τινὰ ποσότητα Δx ἢ ΠΠ'. Ἡ νέα τιμὴ τῆς $\psi,$ ἣν καλοῦμεν $\psi_1,$ παρασταθῆσεται ὑπὸ Π'Μ', καὶ Μ'Κ παραστήσει τὴν $\Delta\psi.$ Ἔχομεν

$\Delta\psi = \psi_1 - \psi.$

Ἔπειτα, ὑποθέσωμεν ὅτι x αὐξάνει καὶ πάλιν ἀπὸ τῆς τιμῆς ΑΠ' κατὰ τὴν αὐτὴν ποσότητα $\Delta x,$ παρισταμένην ὑπὸ Π'Π'' = ΠΠ'. Ἡ νέα τιμὴ τῆς $\psi,$ ἣν καλοῦμεν $\psi_2,$ παρασταθῆσεται ὑπὸ Π''Μ'', καὶ Μ''Κ' παραστήσει $\Delta\psi_1.$ Ἄρα

$\Delta\psi_1 = \psi_2 - \psi_1.$

Προαχθείτω ἡ τέρνουσα MM' μέχρι Σ· τὸ ἀπόστημα ΣΚ' ἰσοῦται Μ'Κ ἢ Δψ. Ἄρα, Μ'Σ παριστᾷ τὴν διαφορὰν τῶν Δψ₁ καὶ Δψ. Ἐπειδὴ τῇ Δψ δηλοῦται ἡ διαφορὰ τῶν δύο τιμῶν τῆς ψ, ἀντιστοιχοῦσων ἐπὶ x καὶ x + Δx, ἐξ ἀναλογίας ὁδηγοῦμεθα δηλῶσαι ΔΔψ ἢ Δ²ψ, τὴν διαφορὰν τῶν δύο τιμῶν τῆς Δψ ἀντιστοιχοῦσων ἐπὶ x καὶ x + Δx. Λοιπὸν, γράφομεν

$$\Delta^2\psi = \Delta\psi_1 - \Delta\psi.$$

Μορφοῦντες τὸν ἐξῆς πίνακα, λαμβάνομεν σαφεστέραν ἰδέαν τῶν ποσοτήτων ὡς ἐνταῦθα θεωροῦμεν.

Τιμαὶ τῆς x.	Τιμαὶ ἀντιστοιχοῦσαι τῆς ψ.	Διαφοραὶ τῶν τιμῶν αὐτῶν.	Διαφοραὶ τῶν διαφορῶν.
x	ψ		
x + Δx	ψ ₁	Δψ = ψ ₁ - ψ	
x + 2Δx	ψ ₂	Δψ ₁ = ψ ₂ - ψ ₁	Δ ² ψ = Δψ ₁ - Δψ.

Οἱ Μαθηματικοὶ καλοῦσι, τὴν μὲν Δψ διαφορὰν πρώτην, ἢ διαφορὰν τῆς πρώτης τάξεως τῆς συνεχέσεως ψ· τὴν δὲ Δ²ψ διαφορὰν δευτέραν, ἢ διαφορὰν τῆς δευτέρας τάξεως τῆς αὐτῆς συνεχέσεως.

60. Ὑποθέσωμεν ἤδη ὅτι ἡ τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς διαφορὰ Δx μειοῦται βαθμηδὸν τείνουσα πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴση μηδενί. Τὰ δύο σημεῖα Μ', Μ'', τενῶσι πρὸς τὸ ταυτισθῆναι τῷ Μ· αἱ δύο τιμαὶ ψ₁, ψ₂, πρὸς τὸ ἰσοθῆναι τῇ ψ· αἱ δὲ τρεῖς διαφοραὶ Δψ, Δψ₁, Δ²ψ, πρὸς τὸ μηδενισθῆναι συγχρόνως. Ἄλλ' ἀναγκαῖον παρατηρῆσαι ὅτι, ἡ δευτέρω διαφορὰ Δ²ψ μειωθήσεται πολὺ ταχύτερον ἢ αἱ πρώται

διαφοραὶ Δψ, Δψ₁, ὥστε, ὅταν Δx, Δψ, Δψ₁, κατασταθῶσιν ἐλάχιστοι πρὸς τὴν μονάδα, Δ²ψ ἔσεται ἐλάχιστη πρὸς Δx, Δψ, ἢ Δψ₁.

Ὅπως πεισθῶμεν περὶ τούτου, παρατηρητέον ὅτι, ἡ ἔκθεσις τῆς Δ²ψ τίθεται ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\Delta^2\psi = \left(\frac{\Delta\psi_1}{\Delta x} - \frac{\Delta\psi}{\Delta x} \right) \Delta x.$$

Ὑποθέτοντες δὲ ὅτι Δx μειοῦται τείνουσα πρὸς τὸ μηδέν, τὰ ποσὰ $\frac{\Delta\psi_1}{\Delta x}$, $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$, προσεγγίσουσιν ἀμφότερα τῷ αὐτῷ

ὄριον, ὅπερ εἶναι $\frac{\delta\psi}{\delta x}$. Ἄρα, ἡ τιμὴ τῆς Δ²ψ, συγκροτούμενη ἐκ δύο παραγόντων ἔχοντων κοινὸν ὄριον τὸ μηδέν, μειωθήσεται πολὺ ταχύτερον ἢ ὁ ἕτερος τῶν παραγόντων τούτων· ὅταν δὲ ἀμφότεροι ἀποκατασταθῶσιν ἐλάχιστοι, καὶ αὕτη ἔσεται ἐλάχιστη πρὸς ἑκάτερον αὐτῶν.

61. Ἡ αὐτὴ ἔκθεσις τῆς Δ²ψ γράφεται καὶ ὡς ἐξῆς,

$$\Delta^2\psi = \frac{\frac{\Delta\psi_1}{\Delta x} - \frac{\Delta\psi}{\Delta x}}{\Delta x} (\Delta x)^2.$$

Ὅταν Δx μειοῦται προσεγγίζουσα τῷ μηδενί καὶ ἀποκαθίσταται ἐλάσσων παντὸς μεγέθους δεδομένου, ὅπερ ἐκφράζομεν δηλοῦντες τὴν διαφορὰν ταύτην τῷ δx, ἑκάστης τῶν

ποσοτήτων $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$, $\frac{\Delta\psi_1}{\Delta x}$, τὸ ὄριον εἶναι ὁ διαφορικὸς συν-

τελεστῆς $\frac{\delta\psi}{\delta x}$. τοῦ λόγου δὲ $\frac{\frac{\Delta\psi_1}{\Delta x} - \frac{\Delta\psi}{\Delta x}}{\Delta x}$ τὸ ὄριον

είναι ο διαφορικός συντελεστής τῆς συνεκθέσεως $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ἢ ᾧτοι

$\frac{\delta}{\delta x} \frac{\delta\psi}{\delta x}$. Λοιπὸν, δηλοῦντες $\delta^2\psi$ ὅ,τι καθίσταται ἢ $\Delta^2\psi$, ὅταν Δx καθίσταται δx , ἔχομεν

$$\delta^2\psi = \frac{\delta}{\delta x} \frac{\delta\psi}{\delta x} (\delta x)^2.$$

$\delta^2\psi$ καλεῖται τὸ διαφορικὸν ἢ ἀπειροστὸν τῆς δευτέρας τάξεως τῆς συνεκθέσεως ψ .

ΣΗΜ. Παρατηρητέον ὅτι, εἰώθασιν γράφειν ἀπλῶς Δx^2 ἢ δx^2 εἰς δήλωσιν τοῦ τετραγώνου τῆς Δx ἢ τοῦ δx . οὐ συγγέεται δὲ προπῶς ἢ τοιαύτη δήλωσις τῶ διαφορικῶ τῆς συνεκθέσεως x^2 , ὅπερ ἐκθετέον οὕτω, $\delta(x^2)$, ἢ $\delta \cdot x^2$.

Ἦ μὲν συνέκθεσις $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ εἶναι ὁ διαφορικός συντελεστής

τῆς πρώτης τάξεως τῆς συνεκθέσεως ψ ἢ δὲ $\frac{\delta}{\delta x} \frac{\delta\psi}{\delta x}$, ὁ δια-

φορικός συντελεστής τῆς δευτέρας τάξεως τῆς αὐτῆς συνεκ-

θέσεως. Ἐξ ἀναλογίας ὀδηγούμενοι σημειῶμεν τοῦτον ἀπλού-

στερον, γράφοντες $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$. Λοιπὸν, τὸ διαφορικὸν τῆς δευ-

$$\delta^2\psi = \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} \delta x^2,$$

ισοῦται τῶ γινόμενῳ τοῦ τετραγώνου τοῦ δx ἐπὶ τὸν διαφορικὸν συντελεστήν τῆς δευτέρας τάξεως τῆς τεθείσης συνεκθέσεως, ἢ ἐπὶ τὴν συνέκθεσιν ἢν μορφοῦμεν λαμβάνοντες, κατὰ τοὺς γνωστοὺς κανόνας, τὸν διαφορικὸν

συντελεστήν τῆς ψ , εἶτα δὲ τὸν τούτου διαφορικὸν συντελεστήν.

62. Ἐκ τῶν προεκτεθέντων καταφαίνεται ὅτι τὸ διαφορικὸν τῆς δευτέρας τάξεως συνεκθέσεως τινος λαμβάνομεν, διαφορίζοντες δις κατὰ συνέχειαν τὴν συνέκθεσιν ταύτην, θεωροῦντες δx , ἐν τῇ δευτέρᾳ διαφορίσει, ὡς παράγοντα ἀτρεπτον.

ΣΗΜ. Ὅταν δηλώμεν τὸν διαφορικὸν συντελεστήν ἢ τὴν παραγομένην συνέκθεσιν τῆς πρώτης τάξεως διὰ ψ' ἢ $\Sigma'(x)$, δηλώμεν ἐπίσης τὸν διαφορικὸν συντελεστήν ἢ τὴν παραγομένην συνέκθεσιν τῆς δευτέρας τάξεως διὰ ψ'' ἢ διὰ $\Sigma''(x)$.

63. Ἐξακολουθήσωμεν τὸν ἐν σελ. 50 πίνακα, θεωροῦντες τέσσαρας ἀλληλοδιαδόχους τιμὰς τῆς x διαφερούσας ἀλλήλων κατὰ τὸ μόνιμον ἀπόστημα Δx .

Τιμαὶ τῆς x .	Τιμαὶ ἀντιστοιχοῦσαι τῆς ψ .	Διαφοραὶ πρῶται.	Διαφοραὶ δεύτεραι.	Διαφοραὶ τρίται.
x	ψ			
$x + \Delta x$	ψ_1	$\Delta\psi = \psi_1 - \psi$		
$x + 2\Delta x$	ψ_2	$\Delta\psi_1 = \psi_2 - \psi_1$	$\Delta^2\psi = \Delta\psi_1 - \Delta\psi$	
$x + 3\Delta x$	ψ_3	$\Delta\psi_2 = \psi_3 - \psi_2$	$\Delta^2\psi_1 = \Delta\psi_2 - \Delta\psi_1$	$\Delta^3\psi = \Delta^2\psi_1 - \Delta^2\psi$

Παρατηροῦμεν ἐπίσης ὅτι, ὅταν Δx τείνη πρὸς τὸ κατασταθῆναι μηδέν, αἱ τιμαὶ ψ_1, ψ_2, ψ_3 τείνουσι πρὸς τὸ ἰσοθῆναι τῇ ψ αἱ πρῶται, δεύτεραι καὶ τρίται διαφοραὶ τείνουσιν ἐπίσης πρὸς τὸ μηδενισθῆναι. Ἀλλὰ, ὡς $\Delta^2\psi$ μειοῦται πολὺ ταχύτερον ἢ $\Delta\psi$, εὐκόλως βλέπομεν ὅτι $\Delta^3\psi$ μειοῦται πολὺ ταχύτερον ἢ $\Delta^2\psi$. Τῶ ὄντι, ἢ τῆς $\Delta^3\psi$ ἕκθεσις γράφεται οὕτω:

$$\Delta^3\psi = \left(\frac{\Delta^2\psi_1}{\Delta x^2} - \frac{\Delta^2\psi}{\Delta x^2} \right) \Delta x^2,$$

η και ούτω,

$$\Delta^3\psi = \left(\frac{\Delta\psi_2 - \Delta\psi_1}{\Delta x^2} - \frac{\Delta\psi_1 - \Delta\psi}{\Delta x^2} \right) \Delta x^2.$$

Καθ' ὅσον Δx τείνει πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴση μηδένι, ἀμ-

φότεροι οἱ ὅροι $\frac{\Delta\psi_2 - \Delta\psi_1}{\Delta x^2}$, $\frac{\Delta\psi_1 - \Delta\psi}{\Delta x^2}$, προσεγγί-

ζουσι τῷ αὐτῷ ὀρίῳ, ὅπερ ἐστὶ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$. Ἄρα, ἡ τιμὴ τῆς

Δ³ψ συγκροτεῖται ἐκ τριῶν παραγόντων ἐχόντων κοινὸν ὄριον τὸ μηδέν, ἐπομένως μειοῦται πολὺ ταχύτερον ἢ Δ²ψ, συγκροτούμενη ἐκ δύο μόνον παραγόντων κοινὸν ὄριον ἐχόντων τὸ μηδέν. Ἄρα, ὅταν Δψ κατασταθῆ ἐλάχιστη πρὸς τὴν μονάδα, Δ²ψ ἔσεται ἐλάχιστη πρὸς Δψ, καὶ Δ³ψ ἐλάχιστη πρὸς Δ²ψ.

64. Θέτοντες Δ³ψ ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\Delta^3\psi = \frac{\frac{\Delta\psi_2 - \Delta\psi_1}{\Delta x^2} - \frac{\Delta\psi_1 - \Delta\psi}{\Delta x^2}}{\Delta x} \Delta x^3,$$

βλέπομεν ὅτι, μειουμένης Δx καὶ καταπτώσεως ἐλάττωσος παντὸς μεγέθους δεδομένου, τὸ ὄριον ἐκάστης τῶν ποσοτήτων

$\frac{\Delta\psi_2 - \Delta\psi_1}{\Delta x^2}$, $\frac{\Delta\psi_1 - \Delta\psi}{\Delta x^2}$, εἶναι ὁ διαφορικὸς συν-

τελεστής τῆς δευτέρας τάξεως $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$. τοῦ δὲ λόγου

$\frac{\frac{\Delta\psi_2 - \Delta\psi_1}{\Delta x^2} - \frac{\Delta\psi_1 - \Delta\psi}{\Delta x^2}}{\Delta x}$, τὸ ὄριον εἶναι ὁ διαφορικὸς

συντελεστής τῆς συνεχόμενης $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$, ἥτοι $\frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}$. Ἄρα

παριστάνοντες τῷ δ³ψ ὅ,τι καλίσταται ἢ Δ³ψ, ὅταν Δx κατασταθῆ δx, ἔχομεν τὴν ἐκθεσιν

$$\delta^3\psi = \frac{\delta^3x}{\delta x^3} \delta x^3,$$

ἢν γράφομεν ἀπλούστερον οὕτω

$$\delta^3\psi = \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3} \delta x^3.$$

δ³ψ εἶναι τὸ διαφορικὸν τῆς τρίτης τάξεως τῆς τεθείσης

συνεχόμενης ψ, ἢ δὲ συνέχουσιν $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$, ἢ $\frac{\delta^1\psi}{\delta x}$, εἶναι

ὁ διαφορικὸς συντελεστής τῆς τρίτης τάξεως τῆς αὐτῆς συνεχόμενης. Τὸ διαφορικὸν τῆς τρίτης τάξεως ἰσοῦται τῷ γινόμενῳ τοῦ κύβου τοῦ δx ἐπὶ τὸν διαφορικὸν συντελεστήν τῆς τρίτης τάξεως.

ΣΗΜ. Ὁ διαφορικὸς συντελεστής τῆς τρίτης τάξεως δηλοῦται ἐπίσης ὑπὸ ψ''', ἢ Σ'''(x).

65. Ἄρα, φανερὸν ὅτι τὸ διαφορικὸν τῆς τρίτης τάξεως συνεχόμενης τινος λαμβάνομεν, διαφορίζοντες τρίς ἀλληλοδιαδόχως τὴν συνέχουσιν ταύτην, θεωροῦντες τὸ διαφορικὸν δx, ἐν τῇ δευτέρῃ καὶ ἐν τῇ τρίτῃ διαφορίσει, ὡς παράγοντα ἀτρεπτον.

(ii). Ἴάν θεωρήσωμεν πέντε τιμὰς διαδοχικὰς τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς x καὶ τὰς συστοίχους πέντε τιμὰς τῆς συνεχόμενης ψ, καταστήσωμεν εἰς τὴν διαφορὰν τῆς τετάρτης τάξεως Δ⁴ψ, ἧς ἡ ἐκθεσις συγκροτεῖται ἐκ τεσσάρων παραγόντων τεινόντων ὅλων πρὸς τὸ κατασταθῆναι μηδέν, ὅταν Δx τείνη καὶ αὕτη πρὸς τὸ μηδέν. Ἄρα, ἡ τετάρτη αὕτη

διαφορά μειωθείσεται, όταν Δx προσεγγίξη τῷ μηδενί, πολὺ ταχύτερον ἢ ἡ τρίτη διαφορά ἥτις συγκροτεῖται ἐκ τριῶν μόνον παραγόντων ὅριον ἐχόντων τὸ μηδέν. Δηλοῦντες δ' ἄρα ὅτι καθίσταται ἡ Δ'ψ, ὅταν Δx λαμβάνη τὴν ἀπειροσθημῶν τιμὴν δx, ἔχομεν

$$\delta^4\psi = \frac{\delta^4\psi}{\delta x^4} \delta x^4,$$

$\frac{\delta^4\psi}{\delta x^4}$ δηλοῦντος τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς τετάρτης τάξεως τῆς τεθείσης συνεκθέσεως ἤτοι τὸ ἐξαγόμενον ὑπερ λαμβάνομεν διαφορίζοντες τετράκις κατὰ συνέχειαν τὴν συνέθεσιν ταύτην, τοῦ παράγοντος δx θεωρουμένου ἀμεταβλήτου, εἶτα διαιροῦντες διὰ δx⁴.

Καὶ οὕτω καθεξῆς, ἐὰν θεωρήσωμεν πλεοντέρως τιμὰς καὶ διαφορὰς τάξεων ὑπερτέρων.

67. Ἐκ τῶν προεκτεθέντων συνάγομεν ὅτι, πᾶσαι συνέθεσις $\psi = \Sigma(x)$, θεωρητέα ἐστὶν ὡς παράγουσα σειρὰν ἀπέραντον διαφορικῶν δηλουμένων ὑπὸ

$$\delta\psi = \frac{\delta\psi}{\delta x} \delta x, \quad \delta^2\psi = \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} \delta x^2, \quad \dots \quad \delta^n\psi = \frac{\delta^n\psi}{\delta x^n} \delta x^n,$$

ἀτινα παράγονται ἐκ τῆς αὐτῆς συνεκθέσεως, ἕκαστον δὲ ἐκ τοῦ ἐτέρου, διὰ τῆς ἐργασίας ἣν ἐκαλέσαμεν διαφορίσιν. Ἡ ἐκθεσις τῶν διαφορικῶν τούτων ἐμφαίνει ἐναργῶς ὅτι ἡ τιμὴ ἑνὸς εἶναι ἀπειροστὸν τῆς ἐτέρου, διότι οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ

$$\frac{\delta\psi}{\delta x}, \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}, \quad \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}, \quad \text{κ. τ. ἔ.}, \quad \text{οἵτινες, εἰσὶ}$$

συνεκθέσεις πεπερασμέναι τῆς μεταβλητῆς x, εἰσέρχονται ἐν αὐταῖς πολυπλασιαζόμενοι ἐπὶ δυνάμεις μᾶλλον καὶ μᾶλλον ὑπερτέρας τῆς ἀπειροσθημοῦ κοσότητος δx. Ἡ παράθεσις αὕτη ὑπάρχει εἰ καὶ ἅπαντα τὰ διαφορικά δψ, δ²ψ, δ³ψ, κ. τ. ἔ. θεωροῦνται ἐξίσου ὡς ποσὰ διαφέροντα τοῦ μηδενὸς ἤττον παντὸς μεγέθους δεδομένου. Τῷ ὄντι, ἡ ὑπόθεσις ταῦ ὅτι δx διαφέρει μηδενὸς ἔλαττον παντὸς μεγέθους δεδομένου,

ἢ ὅτι δx εἶναι ἀπειροστὸν, συνεπάγει τὴν τοῦ ὅτι, οἱ λόγοι τοῦ δ²ψ πρὸς δψ, τοῦ δ³ψ πρὸς δ²ψ, κ. τ. ἔ., διαφέρουσιν ἐπίσης μηδενὸς ἤττον παντὸς μεγέθους δεδομένου. Τοῦτο δὲ ἐκφράζομεν λέγοντες ὅτι, τὰ ποσὰ ταῦτα εἰσὶν ἀπειροστὰ ἀλλήλων, ἢ ὅτι συνιστῶσι σειρὰν ἀπειροστῶν τάξεως μᾶλλον καὶ μᾶλλον ὑπερτέρας.

68. Παρατηρητέον ὅτι, ὑποτιθεμένης τῆς συνεκθέσεως $\psi = \Sigma(x)$ δηλουμένης τῆ τεταγμένη καμπύλης ἥς ἡ τετμημένη εἶναι x, ἡ διεύθυνσις τῆς καμπύλης καὶ τὸ μέρος τοῦ σχήματος πρὸς ὃ στρέφει τὰ κυρτὰ αὐτῆς, ὀρίζονται, ἐν ἐλαχίστῃ ἀποστάσει ἕκαστέρωθεν τοῦ σημείου M, διὰ μόνου τοῦ σημείου τῶν διαφορικῶν τῶν δύο πρώτων τάξεων δψ, δ²ψ ἤτοι διὰ μόνου τοῦ σημείου τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν ἢ συνεκθέσεων παραγόμενων τῆς πρώτης καὶ τῆς δευτέρας τάξεως $\frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$.

Τοὺς διαφοροὺς συνδυασμοὺς, πρὸς τὸ ἀντικείμενον τοῦτο ὑπάρχοντας, παριστῶσι τὰ ἐξῆς σχήματα.

Σχ. 4 καὶ 5. Ἀμφότεροι οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ εἰσὶ θετικοί.

Σχ. 6 καὶ 7. $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ εἶναι ἀρνητικὸς καὶ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ θετικὸς.

Σχ. 8 καὶ 9. $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ εἶναι θετικὸς καὶ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ ἀρνητικὸς.

Σχ. 10 καὶ 11. Ἀμφότεροι οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ εἰσὶν ἀρνητικοί.

Βλέπομεν ὅτι $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ εἶναι θετικὸς μὲν, ὅταν ἡ καμπύλη στρέφῃ τὰ κυρτὰ αὐτῆς πρὸς τὰ κάτω τοῦ πλάτους ἀρνητικὸς δὲ, ὅταν ἡ καμπύλη στρέφῃ τὰ κοίλα αὐτῆς πρὸς τὰ κάτω τοῦ πλάτους. Ἐνταῦθα ὑποτίθενται, κατὰ τὴν κινῆσιν συνήθειαν, αἱ θετικαὶ ψ ἀγόμεναι κάτωθεν πρὸς τὰ ἄνω.

ΣΗΜΗ. Ἐκφραζόμεθα καὶ ὡς ἐξῆς. Καμπύλιαι εἶναι κοίλη ἢ κυρτὴ πρὸς τὸν ἄξονα τῶν τετμημένων, καὶ ὅσον ἡ τεταγμένη σὺν τῷ δευτεροταγῆ διαφορικῷ αὐτῆς συντελεστῇ ἔχουσι σημαίαν ἐναντίαν ἢ ὅμοιαν.

II. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΤΩΝ ΔΙΑΦΟΡΩΝ ΤΑΞΕΩΝ ΤΩΝ ΑΠΛΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ.

69. Τὰς προεκτεθείσας θεωρίας ἐφαρμόσομεν ἐπὶ τῶν ἀπλῶν συνεκθέσεων, περὶ τῆς διαφορίσεως τῶν ὑπολοίπων πραγματεύεται τὸ ἄρθ. Β'.

Ἡ συνέκθεσις x^μ δίδει:

$$\frac{\delta \cdot x^\mu}{\delta x} = \mu x^{\mu-1},$$

$$\frac{\delta^2 \cdot x^\mu}{\delta x^2} = \mu(\mu-1)x^{\mu-2},$$

$$\frac{\delta^3 \cdot x^\mu}{\delta x^3} = \mu(\mu-1)(\mu-2)x^{\mu-3},$$

.....

$$\frac{\delta^v \cdot x^\mu}{\delta x^v} = \mu(\mu-1)(\mu-2) \dots (\mu-v+1)x^{\mu-v}.$$

Ἡ σειρά αὕτη τῶν παραγομένων συνεκθέσεων προάγεται ἐπ' ἄπειρον, ὅταν ὁ ἀριθμὸς μ ᾖ ἄρνητικὸς, ἢ ᾖ μὲν θετικὸς, ἀλλ' ἔκμετρος ἢ μόνον κλασματικὸς. Ἀλλὰ τοῦ ἀριθμοῦ τούτου ὄντος ἀκεραίου καὶ θετικοῦ, ἔχομεν

$$\frac{\delta^v \cdot x^\mu}{\delta x^v} = \mu(\mu-1)(\mu-2)(\mu-3) \dots 3 \cdot 2 \cdot 1.$$

Ἐπειδὴ δὲ ἡ συνέκθεσις καταντᾷ ποσὴν ἄτρεπτον, οἱ ἐπόμενοι διαφορικοὶ συντελεσταὶ εἰσὶ μηδέν.

70. Ἡ συνέκθεσις $\log x$ δίδει, λαμβανομένου τοῦ λογαριθμοῦ εἴτε ἐν τῷ τυγχόντι συστήματι, εἴτε ἐν τῷ νεπεριανῷ,

$$\frac{\delta \cdot \log x}{\delta x} = \frac{\log e}{x}, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta \cdot \lambda x}{\delta x} = \frac{1}{x},$$

$$\frac{\delta^2 \cdot \log x}{\delta x^2} = -\frac{\log e}{x^2}, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta^2 \cdot \lambda x}{\delta x^2} = -\frac{1}{x^2},$$

$$\frac{\delta^3 \cdot \log x}{\delta x^3} = \frac{2 \log e}{x^3}, \quad \frac{\delta^3 \cdot \lambda x}{\delta x^3} = \frac{2}{x^3},$$

.....

$$\frac{\delta^v \cdot \log x}{\delta x^v} = \pm \frac{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots (v-1) \log e}{x^v}, \quad \frac{\delta^v \cdot \lambda x}{\delta x^v} = \pm \frac{1 \cdot 2 \dots (v-1)}{x^v}.$$

71. Αἱ συνέκθεσις a^x καὶ a^{-x} δίδουσι:

$$\frac{\delta \cdot a^x}{\delta x} = \lambda a \cdot a^x, \quad \frac{\delta \cdot a^{-x}}{\delta x} = -\lambda a \cdot a^{-x},$$

$$\frac{\delta^2 \cdot a^x}{\delta x^2} = (\lambda a)^2 a^x, \quad \frac{\delta^2 \cdot a^{-x}}{\delta x^2} = (\lambda a)^2 a^{-x},$$

$$\frac{\delta^3 \cdot a^x}{\delta x^3} = (\lambda a)^3 a^x, \quad \frac{\delta^3 \cdot a^{-x}}{\delta x^3} = -(\lambda a)^3 a^{-x},$$

.....

$$\frac{\delta^v \cdot a^x}{\delta x^v} = (\lambda a)^v a^x, \quad \frac{\delta^v \cdot a^{-x}}{\delta x^v} = \pm (\lambda a)^v a^{-x}.$$

Ἐὰν δὲ $a = e$, ἔχομεν

$$\frac{\delta \cdot e^x}{\delta x} = e^x, \quad \frac{\delta \cdot e^{-x}}{\delta x} = -e^{-x},$$

$$\frac{\delta^2 \cdot e^x}{\delta x^2} = e^x, \quad \frac{\delta^2 \cdot e^{-x}}{\delta x^2} = e^{-x},$$

$$\frac{\delta^3 \cdot e^x}{\delta x^3} = e^x, \quad \frac{\delta^3 \cdot e^{-x}}{\delta x^3} = -e^{-x},$$

.....

$$\frac{\delta^v \cdot e^x}{\delta x^v} = e^x.$$

$$\frac{\delta^v \cdot e^{-x}}{\delta x^v} = \pm e^{-x}.$$

Ἡ διαφορίσις παράγει [23] μονίμως τὴν συνέκθεσιν e^x , ἢ γενικώτερον, τὴν συνέκθεσιν e^x μόνην παρουσιάζουσιν τὸ τοιοῦτον ἰδιώμα. Ὄταν ὁ μεταβλητὸς δείκτης x ᾖ ἀρνητικὸς, ἡ συνέκθεσις παράγεται μὲν ἐκ νέου ἐπίσης, πλὴν αἱ παραγόμεναι εἰσὶν ἐναλλάξ ἀρνητικαὶ καὶ θετικαί.

72. Αἱ τριγωνομετρικαὶ συνέκθεσις $\eta\mu x$ καὶ $\sigma\upsilon\nu x$ δίδουσιν·

Ἡ μὲν πρώτη

$$\frac{\delta \cdot \eta\mu x}{\delta x} = \sigma\upsilon\nu x = \eta\mu \left(x + \frac{1}{2} \Pi \right),$$

$$\frac{\delta^2 \cdot \eta\mu x}{\delta x^2} = - \eta\mu x = \eta\mu \left(x + \Pi \right),$$

$$\frac{\delta^3 \cdot \eta\mu x}{\delta x^3} = - \sigma\upsilon\nu x = \eta\mu \left(x + \frac{3}{2} \Pi \right),$$

$$\frac{\delta^4 \cdot \eta\mu x}{\delta x^4} = \eta\mu x = \eta\mu \left(x + 2\Pi \right),$$

.....

$$\frac{\delta^v \cdot \eta\mu x}{\delta x^v} = \eta\mu \left(x + v \frac{\Pi}{2} \right),$$

Ἡ δὲ δευτέρα

$$\frac{\delta \cdot \sigma\upsilon\nu x}{\delta x} = - \eta\mu x = \sigma\upsilon\nu \left(x + \frac{1}{2} \Pi \right),$$

$$\frac{\delta^2 \cdot \sigma\upsilon\nu x}{\delta x^2} = \sigma\upsilon\nu x = \sigma\upsilon\nu \left(x + \Pi \right),$$

$$\frac{\delta^3 \cdot \sigma\upsilon\nu x}{\delta x^3} = - \eta\mu x = \sigma\upsilon\nu \left(x + \frac{3}{2} \Pi \right),$$

$$\frac{\delta^4 \cdot \sigma\upsilon\nu x}{\delta x^4} = \sigma\upsilon\nu x = \sigma\upsilon\nu \left(x + 2\Pi \right),$$

.....

$$\frac{\delta^v \cdot \sigma\upsilon\nu x}{\delta x^v} = \sigma\upsilon\nu \left(x + v \frac{\Pi}{2} \right).$$

Αἱ ἀρχικαὶ συνέκθεσις ἀναφαίνονται μετὰ τέσσαρας διαφορίσεις σὺν τῷ σημείῳ αὐτῶν.

73. Πλὴν τοῦ ὅτι πρέπει νὰ ἔχωμεν ἐν μνήμῃ τὰ ἀξιοπαρατήρητα ἰδιώματα ταῦτα, ἐπάναγκες εἶναι ἐπίσης διακρίνειν τὸ σχῆμα τῶν καμπύλων ὡς ἐμφαίνουσιν αἱ προηγουμέναι ἀπλαῖ συνέκθεσις. Τὴν ἔρευναν ταύτην εὐκολύνουσι τὰ μέγιστα, κατὰ § 68, αἱ ἐκθέσεις τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν τῶν δύο πρώτων τάξεων.

74. Ἐστω

$$\psi = x^\mu, \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \mu x^{\mu-1}, \quad \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} = \mu(\mu-1) x^{\mu-2}.$$

Ἡ καμπύλη, ἧς x εἶναι ἡ τετμημένη καὶ ψ ἡ τεταγμένη, παρουσιάζεται ὑπὸ διάφορα σχήματα κατὰ τὴν φύσιν τοῦ δείκτη μ .

Πρῶτον ὑποθέσωμεν τὸν δείκτην τοῦτον θετικὸν καὶ μείζονα μονάδος.

(Σχ. 12) Εἰ μ ᾖ ἀριθμὸς ἀκέραιος ἄρτιος, ψ εἶναι θετικὴ, οἷονδὴποτε τὸ σημεῖον τῆς x . $\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}$ εἶναι μονί-

μως θετικὸς· τὸ δὲ σημεῖον τοῦ $\frac{\delta \psi}{\delta x}$ μεταβάλλεται σὺν τῷ τῆς x .

(Σχ. 13) Εἰ μ ᾖ ἀριθμὸς ἀκέραιος περιττός, τῆς ψ τὸ σημεῖον μεταβάλλεται σὺν τῷ τῆς x , $\frac{\delta \psi}{\delta x}$ διαμένει

ἀείποτε θετικός· τοῦ δὲ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ τὸ σημεῖον τρέπεται πρὸς τῷ τῆς x .

Εἰ μ ᾖ ἀριθμὸς κλασματικὸς $\frac{\pi}{\kappa}$, π καὶ κ ὄντων ἀκεραίων, ἡ καμπύλη ἔχει τὴν ἐν Σχ. 12 μορφήν ὅταν π ᾖ ἀριθμὸς ἄρτιος καὶ κ περιττός, τὴν δὲ ἐν Σχ. 13 ὅταν ἀμφοτέροι π καὶ κ ᾖσι περιττοί. Ἄλλ' ἐάν κ ᾖ ἀρτιός, δὲν ὑπάρχει καμπύλη πρὸς τὸ μέρος τῶν ἀρνητικῶν x · διότι τότε, εἰς ἀρνητικὰς τιμὰς τῆς x συστοιχοῦσι τιμαὶ τῆς ψ φανταστικαί.

75. Ὑποθέσωμεν ἤδη τὸν δείκτην μ θετικὸν καὶ ἐλάσσονα μονάδος. Ἡ περίπτωση ἀὐτῆ διαφέρει τῆς προηγουμένης καθ' ὅτι, $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ ἔσται ἀρνητικὸς ὅταν ἐν τῇ προηγουμένη περιπτώσει ᾖ θετικὸς, καὶ ἀντιστρόφως. Ἀντὶ τοῦ Σχ. 12 ἔξομεν τὸ Σχ. 14, καὶ ἀντὶ τοῦ Σχ. 13 τὸ Σχ. 15.

76. Ὑποθέσωμεν τὸν δείκτην μ ἀρνητικόν· ἦτοι,

$$\psi = \frac{1}{x^\mu}, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = -\frac{\mu}{x^{\mu+1}}, \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \frac{\mu(\mu+1)}{x^{\mu+2}}.$$

Τοῦ δείκτου μ ὄντος ἤδη θετικοῦ, εὐκόλως μεταβαίνομεν ἀπὸ τῶν προηγουμένων περιπτώσεων εἰς τὰς ἀντιστοιχοῦσας τῇ ὑποθέσει ταύτῃ, διαιρέσει τῆς μονάδος διὰ τῶν τεταγμένων τῶν καμπύλων ἃς παριστάνουσι τὰ Σχ. 12 καὶ 13, 14 καὶ 15. Τὰ μὲν Σχ. 12 καὶ 14 ἀντικατασταθῶσονται ὑπὸ τοῦ Σχ. 16, τὰ δὲ Σχ. 13 καὶ 15 ὑπὸ τοῦ Σχ. 17. Οἱ ἄξονες εἰσὶν ἐνταῦθα ἀσύμπτωτοι τῶν καμπύλων.

77. Ἐστω ἡ λογαριθμικὴ συνέκθεσις, δι' ἣν ἔχομεν

$$\psi = \log x, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\log e}{x}, \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = -\frac{\log e}{x^2}.$$

(Σχ. 18.) Ὁ ἄξων τῶν ψ εἶναι ἀσύμπτωτος τῇ καμπύλῃ πρὸς τὸ μέρος τῶν ἀρνητικῶν ψ . Ἡ τεταγμένη AB τοῦ

σημείου καθ' ὃ ἡ καμπύλη συμπίπτει τῷ ἄξωνι τῶν x ἰσοῦται μονάδι. Κλάδος καμπύλης πρὸς τὰς ἀρνητικὰς x δὲν ὑπάρχει.

78. Ἡ δείκτικὴ συνέκθεσις a^x δίδει

$$\psi = a^x, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \lambda a \cdot a^x, \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = (\lambda a)^2 a^x.$$

Ὅταν a ᾖ ἀριθμὸς θετικὸς μείζων μονάδος, ἡ τεταγμένη αὐξάνει ἀπεριουρίστως πρὸς τὸ μέρος τῶν θετικῶν x (Σχ. 19). Ἡ καμπύλη ἔχει ἀσύμπτωτον τὸν ἄξωνα τῶν x πρὸς τὸ μέρος τῶν ἀρνητικῶν τεταγμένων. Ἡ τεταγμένη AB τοῦ σημείου καθ' ὃ ἡ καμπύλη συμπίπτει τῷ ἄξωνι τῶν ψ ἰσοῦται μονάδι.

Ὑποτιθεμένου τοῦ ἀριθμοῦ a θετικοῦ καὶ ἐλάσσονος μονάδος, ἡ συνέκθεσις a^x τρέπεται εἰς $\left(\frac{1}{a}\right)^x$, ἢ a^{-x} , τοῦ ἀριθμοῦ a ὑποτιθεμένου, ὡς ἀνωτέρω, μείζονος μονάδος. Ἄρα, ἡ περίπτωση ἀὐτῆ ἄγεται εἰς τὴν προηγουμένην, τρεπομένων τῶν θετικῶν x εἰς ἀρνητικὰς, καὶ ἐναλλάξ.

79. Ἐπειδὴ τῆς ἐξισώσεως $\psi = a^x$ συνέπεια ἐστὶν ἢ $x = \log \psi$, ὅταν a ᾖ ἡ βάση τοῦ συστήματος τῶν λογαριθμῶν, δῆλον ὅτι, ἀνταλλασσόμενων πρὸς ἀλλήλους τῶν συντεταγμένων ἄξόνων, ἡ καμπύλη, περὶ ἧς λόγος, οὐδὲως διαφέρει τῆς ἐν § 77.

80. Ὅταν ἐν τῇ a^x ὑποθέσωμεν τὸν ἀριθμὸν a ἀρνητικόν, ἡ συνέκθεσις αὐτῆ δὲν παρουσιάζει πλέον τιμὰς συνεχεῖς· δὲν ὑπάρχει καμπύλη, ἀλλὰ σημεῖα μεμονωμένα ἀντιστοιχοῦντα εἰς τιμὰς τῆς x ἀκεραίας, ἢ εἰς κλασματικὰς περιττὸν ἔχούσας παρονομαστήν. Τούτου ἕνεκα, ὑποθέσωμεν πάντοτε ἐν τοῖς ἐξῆς, προκειμένου λόγου περὶ συστήματος λογαριθμικοῦ, ὅτι ἡ βάση αὐτοῦ a εἶναι ἀριθμὸς θετικὸς, μείζων μονάδος.

81. *Εστω προσέτι ή συνέθεσις e^{-x^2} , παρουσιαζομένη εις πολλές αξιολόγους εφαρμογάς. Αύτη δίδει,

$$\psi = e^{-x^2}, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = -2xe^{-x^2}, \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = 2(2x^2 - 1)e^{-x^2}.$$

(Σχ. 20.) Ή καμπύλη συγκροτείται υπό δύο κλώνων ίσων, εκατέρωθεν του άξονος των ψ κειμένων. Ή τεταγμένη AB του σημείου καθ' ό ή καμπύλη συμπίπτει τῷ άξονι τούτῳ ίσοῦται μονάδι. Τὸ σημείον του διαφορικοῦ συντε-

λεστοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ μεταβάλλεται σὺν τῷ τῆς τετμημένης. Ὁ τῆς

δευτέρας τάξεως διαφορικός συντελεστής $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ εἶναι ἀρ-

νητικός μὲν, ὅταν x ἦναι ἐλάσσων του ἀποστήματος

$$AP = \frac{1}{\sqrt{2}}, \quad \text{θετικός δὲ, ὅταν } x \text{ ὑπερβαῖνῃ τὸ ἀπόστημα}$$

τούτο. Οὕτως, ή καμπύλη προτείνει τὰ κοίλα αὐτῆς πρὸς τὰ κάτω του πίνακος ἐν τῷ ὑπὸ των τεταγμένων MII, M'II', ἀπολαμβανομένῳ χωρίῳ, ἐκτῆς δὲ αὐτοῦ προτείνει τὰ κυρτά αὐτῆς πρὸς τὸ αὐτὸ μέρος. Τὰ σημεία M, M', καθ' ἃ μεταβάλλεται τὸ σημείον του δευτεροταγοῦς διαφορικοῦ συντελε-

στοῦ, καὶ δι' ἃ ή τιμὴ του $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ίσοῦται μηδενί, καλοῦνται

σημεῖα καμπῆς.

82. Τέλος, θεωρήσωμεν τὰς τριγωνομετρικὰς συνεκθέσεις.

$$\psi = \eta\mu x, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \sigma\upsilon\nu x, \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = -\eta\mu x.$$

(Σχ. 21) Ή καμπύλη αὐτή, ἡμιτονοειδῆς καλομένη, τέμνει τὸν άξονα των x κατὰ τὰ σημεία καθ' ἃ ή τετμημένη ίσοῦται πρὸς τὰ τόξα 0, II, 2II, 3II, κ.τ.έ. Κατὰ τὰ σημεία ταῦτα ή ἐφαπτομένη σχηματίζει μετὰ των άξόνων

γωνίαν ἴσην 45°, διότι $\frac{\delta\psi}{\delta x} = \pm 1$. Αἰ μέγιστα τεταγ-

μένα, ίσοῦμεναι μονάδι, ἀντιστοιχοῦσιν εις τὰ σημεία M, ὧν ή τέτμημένη ίσοῦται πρὸς τὰ τόξα $\frac{1}{2} \Pi, \frac{3}{2} \Pi, \frac{5}{2} \Pi$, κ.τ.έ. Ἐπειδὴ τὸ σημείον του δευτεροταγοῦς διαφορικοῦ συντελεστοῦ ἐναντίον ἐστὶ του τῆς τεταγμένης, ή καμπύλη προτείνει τὰ κυρτά αὐτῆς πρὸς τὰ κάτω του πίνακος, ὅταν ή τεταγμένη ἦναι ἀρνητική, καὶ ἀντιστρόφως. Τὰ σημεία καθ' ἃ ή τεταγμένη ίσοῦται μηδενί, εἰσὶ σημεία καμπῆς. Ή περι ἧς ὁ λόγος καμπύλη ἐκτείνεται ἐπ' ἄπειρον πρὸς τε τὰς θετικὰς καὶ πρὸς τὰς ἀρνητικὰς τετμημένας, συγκροτουμένη ὑπὸ σειρᾶς μερῶν ἴσων τοῖς ἐν τῷ χωρίῳ ἀπὸ 0 μέχρι 2Π. Τούτο δὲ ἐκφράζουσι λέγοντες ὅτι, ή συνέθεσις εἶναι περιοδική.

83. Ἐχομεν ὡσαύτως,

$$\psi = \sigma\upsilon\nu x, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = -\eta\mu x, \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = -\sigma\upsilon\nu x.$$

Δῆλον ὅτι, τὸ σχῆμα τῆς καμπύλης ἔσεται ἀκριβῶς τὸ αὐτὸ τῆς ἡμιτονοειδοῦς, εἰ ἐν ταύτῃ μετατεθῆ ή ἀρχή των τετμημένων x κατὰ τὸ ἀπόστημα $\frac{1}{2} \Pi$. διότι ἔχομεν ἀείποτε

$$\sigma\upsilon\nu x = \eta\mu (x + \frac{1}{2} \Pi).$$

84. Χάριν ἀσκήσεως προτείνομεν τοῖς μαθηταῖς εὑρεῖν τὰ ἀπειροστά των διαφορῶν τάξεων των ἐξῆς συνεκθέσεων.

1) $\psi = e^{x\sigma\upsilon\nu\theta} \sigma\upsilon\nu(x\eta\mu\theta), \quad \frac{\delta^v\psi}{\delta x^v} = e^{x\sigma\upsilon\nu\theta} \sigma\upsilon\nu(x\eta\mu\theta + v\theta).$

2) $\psi = e^{ax} \sigma\upsilon\nu\mu x, \quad \frac{\delta^v\psi}{\delta x^v} = (a^2 + \mu^2)^{\frac{v}{2}} e^{ax} \sigma\upsilon\nu(\mu x + v\varphi),$

$$\left(\text{Θετέον } -\frac{\mu}{a} = \epsilon\varphi\varphi \right).$$

3) $\psi = e^{ax} \eta\mu \mu x, \quad \frac{\delta^v\psi}{\delta x^v} = (a^2 + \mu^2)^{\frac{v}{2}} e^{ax} \eta\mu(\mu x + v\varphi),$

$$4) \quad \psi = \frac{1+x}{1-x}, \quad \frac{\delta^{\nu} \psi}{\delta x^{\nu}} = \frac{\delta^{\nu-1} \psi}{\delta x^{\nu-1} (1-x)} = \frac{2\nu(\nu-1)\dots 3 \cdot 2}{(1-x)^{\nu+1}}$$

Προσέτι, προτείνομεν τήν έρευναν τών υπό τών ακόλουθων εξισώσεων δηλουμένων καμπύλων.

$$5) \quad (\Sigma\chi. 22) \quad \psi = \tau \epsilon \mu^2 x.$$

$$6) \quad (\Sigma\chi. 23) \quad \psi = \frac{1}{\log x}.$$

$$7) \quad (\Sigma\chi. 24) \quad \psi = \frac{x}{1 + e^x}.$$

Θ'. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΤΩΝ ΔΙΑΦΟΡΩΝ ΤΑΞΕΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΕΚ ΠΛΕΙΟΝΩΝ ΜΕΤΑΒΛΗΤΩΝ ΣΥΓΚΡΟΤΟΥΜΕΝΩΝ.

85. Αί θεωρίαι τών άπειροστών τάξεων ύπερτέρων εύκόλως έκτείνονται και επί συνεκθέσεων εκ πλειόνων μεταβλητών συγκροτούμενων· διότι ή διαφύρισις τών τοιούτου είδους συνεκθέσεων έκτελείται άείποτε μερικώς καθ' έκάστην τών μεταβλητών.

Έστω ή συνέκθεσις

$$\omega = \Sigma(x, \psi),$$

έν ή x, ψ, είσι μεταβληταί άνεξάρτητοι. Είδομεν ότι, τό όλικόν διαφορικόν πρώτης τάξεως τής συνεκθέσεως ταύτης είναι

$$\delta \omega = \frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi.$$

ήτοι συγκροτείται εκ τοῦ άθροίσματος τών μερικῶν διαφορικῶν $\frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x, \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi,$ λαμβανομένων πρὸς x μόνην θεωρουμένην ὡς μεταβλητήν, και πρὸς ψ μόνην θεωρουμένην ὡς μεταβλητήν. Αί υπό $\frac{\delta \omega}{\delta x}$ και $\frac{\delta \omega}{\delta \psi}$ δηλούμεναι συνεκθέ-

σεις, είσιν οί μερικοί διαφορικοί συντελεσταί τής πρώτης τάξεως τής συνεκθέσεως ω, λαμβανόμενοι άμοιβαίως πρὸς x και πρὸς ψ.

Ἡ έργασία τής διαφύρισεως εφαρμόζεται επίσης επί την έκθεσιν τοῦ δω, έν ή θεωρητέον δx και δψ ὡς παράγοντας άτρέπτους. Πρὸς μόρφωσιν τοῦ όλικοῦ διαφορικοῦ, διαφορίζομεν εκ διαδοχῆς τὰς συνεκθέσεις $\frac{\delta \omega}{\delta x}$ και $\frac{\delta \omega}{\delta \psi},$ εκάστην πρὸς x και πρὸς ψ. Οὔτω, τό όλικόν διαφορικόν τής δευτέρας τάξεως έσεται·

$$\delta^2 \omega = \left(\frac{\delta}{\delta x} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta}{\delta \psi} \frac{\delta \omega}{\delta x} \right) \delta x + \left(\frac{\delta}{\delta x} \frac{\delta \omega}{\delta \psi} + \frac{\delta}{\delta \psi} \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \right) \delta \psi.$$

Έν τῷ προηγουμένῳ άρθρῳ παρεστήσαμεν τόν διαφορικόν συν-

τελεστήν $\frac{\delta}{\delta x} \frac{\delta \omega}{\delta x}$ διά $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2}.$ Έξ αναλογίας ὀδηγούμενοι

παριστῶμεν επίσης τόν $\frac{\delta}{\delta \psi} \frac{\delta \omega}{\delta x}$ διά $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi}.$ Ὡσαύτως

γράφομεν $\frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi \delta x}$ και $\frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi^2},$ αντί $\frac{\delta}{\delta x} \frac{\delta \omega}{\delta \psi}$ και $\frac{\delta}{\delta \psi} \frac{\delta \omega}{\delta \psi}.$

Άρα, ή άνωτέρω έκθεσις καθίσταται·

$$\delta^2 \omega = \left(\frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2} \delta x + \frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi} \delta \psi \right) \delta x + \left(\frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi \delta x} \delta x + \frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi^2} \delta \psi \right) \delta \psi.$$

ή

$$\delta^2 \omega = \frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2} \delta x^2 + \left(\frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi} + \frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi \delta x} \right) \delta x \delta \psi + \frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi^2} \delta \psi^2.$$

Ἐν τῇ ἐκθέσει ταύτῃ τοῦ ὀλικοῦ δευτέρου διαφορικοῦ τῆς συνεκθέσεως ω, τὸ σύμβολον $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2}$ δηλοῖ τὸν διαφορικὸν

συντελεστὴν τῆς δευτέρας τάξεως τῆς τεθείσης συνεκθέσεως, ληφθέντα θεωρηθείσης x μόνης ὡς μεταβλητῆς. Ἐὖς τὸ σύμβολον $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi}$ δηλοῖ, ὅτι ἐλάβομεν τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς

πρώτης τάξεως $\frac{\delta \omega}{\delta x}$, θεωροῦντες x μόνην ὡς μεταβλητὴν,

εἶτα τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς αὐτῆς συνεκθέσεως $\frac{\delta \omega}{\delta x}$, θεωροῦντες ψ μόνην ὡς μεταβλητὴν. Ἐὖς τὸ σύμβολον

$\frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi \delta x}$ δηλοῖ, ὅτι ἐλάβομεν τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς

πρώτης τάξεως $\frac{\delta \omega}{\delta \psi}$, θεωρήσαντες ψ μόνην ὡς μεταβλητὴν,

εἶτα τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς αὐτῆς συνεκθέσεως $\frac{\delta \omega}{\delta \psi}$, θεωρήσαντες x μόνην ὡς μεταβλητὴν. Τέλος, $\frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi^2}$

παριστᾷ τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν δευτέρας τάξεως τῆς συνεκθέσεως ω, ληφθέντα θεωρηθείσης ψ μόνης ὡς μεταβλητῆς.

86. Παρατηρητέον ἤδη ὅτι, οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi}$ καὶ $\frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi \delta x}$ εἰσὶν ἀναγκαίως ἴσοι. Ἐὖς ὅτι, κατὰ

ἄρθ. Ζ', γινώσκομεν ὅτι, $\frac{\delta \omega}{\delta x}$ εἶναι τὸ ὄριον πρὸς θ τείνει

ὁ λόγος

$$\frac{\Delta \omega}{\Delta x} = \frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi) - \Sigma(x, \psi)}{\Delta x},$$

ὅταν Δx τείνη πρὸς τὸ μηδέν. Ἐπίσης, $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi}$ εἶναι τὸ ὄριον πρὸς θ τείνει ἢ ἐκθέσεις

$$\frac{\Delta^2 \omega}{\Delta x \Delta \psi} = \frac{\frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi + \Delta \psi) - \Sigma(x, \psi + \Delta \psi)}{\Delta x} - \frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi) - \Sigma(x, \psi)}{\Delta x}}{\Delta \psi},$$

ὅταν Δx καὶ Δψ τείνωσι πρὸς τὸ κατασταθῆναι μηδέν. Ἐπίσης γινώσκομεν ὅτι, $\frac{\delta \omega}{\delta \psi}$ εἶναι τὸ ὄριον πρὸς θ τείνει ὁ λόγος

$$\frac{\Delta \omega}{\Delta \psi} = \frac{\Sigma(x, \psi + \Delta \psi) - \Sigma(x, \psi)}{\Delta \psi},$$

ὅταν Δψ τείνη πρὸς τὸ μηδέν καὶ ὅτι, $\frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi \delta x}$ εἶναι τὸ ὄριον πρὸς θ τείνει ἢ ἐκθέσεις

$$\frac{\Delta^2 \omega}{\Delta \psi \Delta x} = \frac{\frac{\Sigma(x + \Delta x, \psi + \Delta \psi) - \Sigma(x + \Delta x, \psi)}{\Delta \psi} - \frac{\Sigma(x, \psi + \Delta \psi) - \Sigma(x, \psi)}{\Delta \psi}}{\Delta x},$$

ὅταν Δψ καὶ Δx τείνωσι πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴσαι μηδενί. Ἀλλ' ἐπειδὴ ἡ τελευταία αὕτη ποσότης οὐδόλως διαφέρει τῆς προηγουμένης, καὶ τὰ ὄρια ἀμφοτέρων εἰσὶν ἐπίσης ἴσα. Ἄρα, $\frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi \delta x} = \frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi}$. Λοιπὸν, ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς τῆς

δευτέρας τάξεως λαμβανόμενος κατὰ τὰς δύο μεταβλητὰς x, ψ, εἶναι ἰσομερῶς ὁ αὐτός, εἴτε διαφορίζομεν πρῶτον πρὸς x, εἴτε πρῶτον πρὸς ψ. Τοῦτο δ' ἐκφράζομεν λέγοντες ὅτι, ἡ τάξις τῶν διαφορίσεων οὐδεμίαν ἔχει ἐπιρροὴν ἐπὶ τῶν ἐξαγομμένων. Ἐκ τούτου συνάγομεν ὅτι τὸ διαφορικὸν δευτέρας τάξεως τῆς ἐν § 85 συνεκθέσεως γράφεται οὕτω,

$$\delta^2 \omega = \frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2} \delta x^2 + 2 \frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi} \delta x \delta \psi + \frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi^2} \delta \psi^2.$$

87. Ἡ ἐργασία τῆς διαφορίσεως ἐφαρμοζομένη καὶ ἐπὶ τὴν ἐκθεσὶν ταύτην, δίδει τὸ ὀλικὸν διαφορικὸν τῆς τρίτης τάξεως· πρέπει δὲ νὰ διαφορίζομεν τὰς συνεκθέσεις $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2}$,

$\frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi}$, $\frac{\delta^3 \omega}{\delta \psi^3}$, πρὸς x καὶ πρὸς ψ . Οὕτω λαμβάνομεν, ἔχοντες ὑπ' ὄψιν καὶ τὴν ἐν τῷ προηγουμένῳ § δειχθεῖσαν πρότασιν,

$$\delta^3 \omega = \frac{\delta^3 \omega}{\delta x^3} \delta x^3 + 3 \frac{\delta^3 \omega}{\delta x^2 \delta \psi} \delta x^2 \delta \psi + 3 \frac{\delta^3 \omega}{\delta x \delta \psi^2} \delta x \delta \psi^2 + \frac{\delta^3 \omega}{\delta \psi^3} \delta \psi^3.$$

88. Κατὰ τὸν αὐτὸν τρόπον ἐξακολουθοῦντες, εὐρίσκομεν ἐν γένει,

$$\begin{aligned} \delta^v \omega &= \frac{\delta^v \omega}{\delta x^v} \delta x^v + v \frac{\delta^v \omega}{\delta x^{v-1} \delta \psi} \delta x^{v-1} \delta \psi \\ &+ \frac{v(v-1)}{1 \cdot 2} \frac{\delta^v \omega}{\delta x^{v-2} \delta \psi^2} \delta x^{v-2} \delta \psi^2 + \dots + \frac{\delta^v \omega}{\delta \psi^v} \delta \psi^v. \end{aligned}$$

Τοῦ τύπου τούτου ἡ ἀναλογία πρὸς τὸ ἐκτόλιγμα τῆς ἀκεραίας δυνάμεως ἐνὸς διωνύμου εἶναι πρόδηλος. Ἄρα, ἐν γένει, γραπτέον

$$\delta^v \omega = \left(\frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi \right)^v,$$

προσέχοντες τρέπειν ἐν τῇ ἀναπτύξει, $\delta \omega^v$ εἰς $\delta^v \omega$.

89. Αἱ περιπτώσεις καθ' ἃς ὑπάρχουσι πλείονες ἢ δύο μεταβληταί, οὐ χρήζουσι νέων διασαφήσεων. Π. γ. Ἐστω

$$\omega = \Sigma(u, x, \psi).$$

Τὸ ὅλικόν διαφορικὸν τῆς πρώτης τάξεως εἶναι [47],

$$\delta \omega = \frac{\delta \omega}{\delta u} \delta u + \frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi.$$

Ἔχομεν δὲ, διαφορίζοντες τὴν ἐκθεσιν ταύτην, ἐν ἣ θεωρητέον $\delta u, \delta x, \delta \psi$, ὡς παράγοντας ἀτρέπτους, καὶ $\frac{\delta \omega}{\delta u}, \frac{\delta \omega}{\delta x}$,

$\frac{\delta \omega}{\delta \psi}$, ὡς συνεκθέσεις τῶν τριῶν μεταβλητῶν u, x, ψ , τὸ ὅλικόν διαφορικὸν τῆς δευτέρας τάξεως τῆς τεθείσης συνεκθέσεως

$$\delta^2 \omega = \frac{\delta^2 \omega}{\delta u^2} \delta u^2 + \frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2} \delta x^2 + \frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi^2} \delta \psi^2 + 2 \left(\frac{\delta^2 \omega}{\delta u \delta x} \delta u \delta x + \frac{\delta^2 \omega}{\delta u \delta \psi} \delta u \delta \psi + \frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi \delta x} \delta \psi \delta x \right).$$

Ἐν γένει γράφομεν,

$$\delta^v \omega = \left(\frac{\delta \omega}{\delta u} \delta u + \frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi \right)^v,$$

ἐνθυμούμενοι τρέπειν ἐν τῇ ἀναπτύξει, $\delta \omega^v$ εἰς $\delta^v \omega$.

Καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς, διὰ μείζονα ἀριθμὸν μεταβλητῶν ἀνεξαρτήτων.

90. Ἔπονται παραδείγματα τινὰ πρὸς ἄσκησιν.

1) $\omega = x^\mu \psi^v,$

$$\begin{aligned} \delta^4 \omega &= \mu(\mu-1)(\mu-2)(\mu-3) [x^{\mu-4} \psi^v \delta x^4 + 4 \frac{v}{\mu-3} x^{\mu-3} \psi^{v-1} \delta x^3 \delta \psi \\ &+ 6 \frac{v(v-1)}{(\mu-2)(\mu-3)} x^{\mu-2} \psi^{v-2} \delta x^2 \delta \psi^2 \\ &+ 4 \frac{v(v-1)(v-2)}{(\mu-1)(\mu-2)(\mu-3)} x^{\mu-1} \psi^{v-3} \delta x \delta \psi^3 \\ &+ \frac{v(v-1)(v-2)(v-3)}{\mu(\mu-1)(\mu-2)(\mu-3)} x^\mu \psi^{v-4} \delta \psi^4]. \end{aligned}$$

2) $\omega = e^{ax+\psi},$

$$\delta^3 \omega = (a^3 \delta x^3 + 3a^2 \delta x^2 \delta \psi + 3a \delta x \delta \psi^2 + \delta \psi^3) e^{ax+\psi}.$$

3) $\omega = \eta \mu \mu x \eta \mu \nu \psi,$

$$\begin{aligned} \delta^4 \omega &= (\mu^4 \delta x^4 + 6 \mu^2 \nu^2 \delta x^2 \delta \psi^2 + \nu^4 \delta \psi^4) \eta \mu \mu x \eta \mu \nu \psi \\ &- 4 \mu \nu (\mu^2 \delta x^3 \delta \psi + \nu^2 \delta x \delta \psi^3) \eta \mu \mu x \eta \mu \nu \psi. \end{aligned}$$

4) $\omega = \lambda (ax + b\psi),$

$$\delta^2\omega = - \left(a^2 \delta x^2 + 2ab \delta x \delta\psi + b^2 \delta\psi^2 \right) \frac{1}{(ax + b\psi)^2}$$

5) $\omega = (x^2 + \psi^2)^{\frac{1}{2}}$,

$$\delta^2\omega = \left(\psi^2 \delta x^2 - 2x\psi \delta x \delta\psi + x^2 \delta\psi^2 \right) \frac{1}{(x^2 + \psi^2)^{\frac{3}{2}}}$$

6) $\omega = \text{τόξ ήμ} \frac{x}{\psi}$,

$$\delta^2\omega = \left(x\delta x^2 - 2\psi \delta x \delta\psi + x \frac{2\psi^2 - x^2}{\psi^2} \delta\psi^2 \right) \frac{1}{(\psi^2 - x^2)^{\frac{3}{2}}}$$

Γ'. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΤΩΝ ΔΙΑΦΟΡΩΝ ΤΑΞΕΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΣΥΝΕΠΤΥΓΜΕΝΩΝ.

91. Έστω πρώτον ή εξίσωσις

$$\Sigma(x, \psi) = 0,$$

έν η, x είναι μεταβλητή ανεξάρτητος, ψ δέ συνέκθεσις τής x διδομένη συνεπτυγμένως τή εξίσώσει ταύτη. Ζητείται, χωρίς να επιλύσωμεν τήν εξίσωσιν, εύρειν τās εκθέσεις τών διαφορικων συντελεστων $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$, $\frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}$, κ. τ. ε. τής συνεκθέσεως ψ. Εύρομεν ήδη [53] τήν πρωτοταγή διαφορικην εξίσωσιν·

$$\frac{\delta\Sigma}{\delta x} + \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} \frac{\delta\psi}{\delta x} = 0, \quad \text{έξ ης} \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = - \frac{\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi}}{\frac{\delta\Sigma}{\delta x}}$$

Έκ δευτέρου διαφορίζοντες, έχοντες δέ υπ' όψιν, ότι αι συνεκθέσεις $\frac{\delta\Sigma}{\delta x}$, $\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi}$, περιέχουσιν άμφωτέρας τās μεταβλητάς x, ψ, ών ή ψ θεωρείται ώς συνέκθεσις τής x, μορφοῦμεν τήν τής δευτέρας τάξεως διαφορικην εξίσωσιν·

$$\frac{\delta^2\Sigma}{\delta x^2} + 2 \frac{\delta^2\Sigma}{\delta x \delta\psi} \frac{\delta\psi}{\delta x} + \frac{\delta^2\Sigma}{\delta\psi^2} \left(\frac{\delta\psi}{\delta x} \right)^2 + \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = 0,$$

έξ ης συνάγομεν, άφοῦ θέσωμεν άντι $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ τήν άνω τιμήν,

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \frac{\frac{\delta^2\Sigma}{\delta x^2} \left(\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} \right)^2 - 2 \frac{\delta^2\Sigma}{\delta x \delta\psi} \frac{\delta\Sigma}{\delta x} \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} + \frac{\delta^2\Sigma}{\delta\psi^2} \left(\frac{\delta\Sigma}{\delta x} \right)^2}{\left(\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} \right)^2}$$

Τήν αὐτήν έκθεσιν λαμβάνομεν άμέσως έκ τής τιμής του $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ τή διαφορίσει.

Όμοίως εργαζόμενοι μορφοῦμεν τούς διαφορικούς συντελεστās τάξεων ύπερτέρων.

92. Έστω προσέτι ή εξίσωσις

$$\Sigma(x, \psi, \omega) = 0,$$

έν η ω είναι συνέκθεσις τών ανεξαρτήτων μεταβλητων x και ψ. Έν § 55 είδομεν ότι οι δύο διαφορικοί συντελεσται τής πρώτης τάξεως $\frac{\delta\omega}{\delta x}$ και $\frac{\delta\omega}{\delta\psi}$ όρίζονται έκ τών δύο διαφορικων εξισώσεων,

$$(1) \quad \frac{\delta\Sigma}{\delta x} + \frac{\delta\Sigma}{\delta\omega} \frac{\delta\omega}{\delta x} = 0, \quad (2) \quad \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} + \frac{\delta\Sigma}{\delta\omega} \frac{\delta\omega}{\delta\psi} = 0.$$

Ίνα μορφοῦσωμεν τās εξισώσεις διδοῦσας τούς διαφορικούς συντελεστās τής δευτέρας τάξεως, διαφορίζομεν τās άνωθει εκάστην προς x, ψ, ω, θεωροῦντες ω ώς συνέκθεσιν τών x, και ψ·

$$\frac{\delta^2\Sigma}{\delta x^2} + 2 \frac{\delta^2\Sigma}{\delta x \delta\omega} \frac{\delta\omega}{\delta x} + \frac{\delta^2\Sigma}{\delta\omega^2} \left(\frac{\delta\omega}{\delta x} \right)^2 + \frac{\delta\Sigma}{\delta\omega} \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} = 0,$$

$$\frac{\delta^2\Sigma}{\delta x \delta\psi} + \frac{\delta^2\Sigma}{\delta\omega \delta\psi} \frac{\delta\omega}{\delta x} + \frac{\delta^2\Sigma}{\delta\omega \delta x} \frac{\delta\omega}{\delta\psi} + \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta\psi} \frac{\delta\Sigma}{\delta\omega} + \frac{\delta^2\Sigma}{\delta\omega^2} \frac{\delta\omega}{\delta x} \frac{\delta\omega}{\delta\psi} = 0,$$

$$\frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi^2} + 2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi \delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta \psi} + \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \omega^2} \left(\frac{\delta \omega}{\delta \psi} \right)^2 + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi^2} = 0.$$

Τὴν μὲν πρώτην ἐξίσωσιν ἐλάβομεν τῇ διαφορίσει τῆς (1) πρὸς x καὶ ω , τὴν δὲ δευτέραν τῇ διαφορίσει τῆς (1) πρὸς ψ καὶ ω , ἢ τῆς (2) πρὸς x καὶ ω . Τὰ ἐξαγόμενα εἰσὶν ἐν καὶ τὸ αὐτὸ, συνεπεία τῆς ἐν § 86 δειχθείσης προτάσεως. Τέλος, τὴν τελευταίαν ἐξίσωσιν ἐλάβομεν διαφορίσαντες τὴν (2) πρὸς ψ καὶ ω .

93. Παρατηρητέον ὅτι, ἐὰν πολυπλασιάσωμεν τὰς ἀνωτέρω τρεῖς τελευταίας ἐξισώσεις, ἀμοιβαίως ἐπὶ δx^2 , $2\delta x \delta \psi$, $\delta \psi^2$, εἶτα δὲ προσθέσωμεν τὰ γινόμενα, καθιστῶντες,

$$\delta \omega, \quad \text{ἀντὶ} \quad \frac{\delta \omega}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \omega}{\delta \psi} \delta \psi,$$

$$\text{καὶ } \delta^2 \omega, \quad \text{ἀντὶ} \quad \frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2} \delta x^2 + 2 \frac{\delta^2 \omega}{\delta x \delta \psi} \delta x \delta \psi + \frac{\delta^2 \omega}{\delta \psi^2} \delta \psi^2,$$

εὐρήσομεν τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον, ὑποῖον καὶ ἐὰν διαφορίσωμεν τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \delta \psi + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \delta \omega = 0,$$

καθ' ἀπάσας τὰς μεταβλητάς, θεωροῦντες τοὺς μὲν παράγοντας δx καὶ $\delta \psi$ ὡς ἀτρέπτους, τὸν δὲ $\delta \omega$ ὡς συνέκθεσιν τῶν x καὶ ψ . ἦτοι

$$\begin{aligned} \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x^2} \delta x^2 + \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi^2} \delta \psi^2 + \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \omega^2} \delta \omega^2 + 2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x \delta \psi} \delta x \delta \psi \\ + 2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x \delta \omega} \delta x \delta \omega + 2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi \delta \omega} \delta \psi \delta \omega + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \delta^2 \omega = 0. \end{aligned}$$

94. Αἱ αὐταὶ ἀρχαὶ ἐφαρμόζονται καὶ ἐπὶ περιπτώσεων καθ' ἃς ἔχομεν μείζονα ἀριθμὸν μεταβλητῶν καὶ ἐξισώσεων. Τὸ πᾶν συνίσταται εἰς τὴν ἐφαρμογὴν τῆς μεθόδου τῆς διαφορίσεως πρὸς μὲν ἄλλωθεν διαφορικῶν ἐξισώσεων τῆς ὑπερ-

τέρων, ἀφ' ὧν αἰείποτε πορίζομεθα τὰς ἐκθέσεις τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν τῶν συνεπτυγμένως διδομένων συνεχῶσεων. Ἐστῶσαν αἱ ἐξισώσεις

$$\sigma(x, \psi, \omega) = 0, \quad \Sigma(x, \psi, \omega) = 0,$$

ἐν αἷς, x εἶναι ἡ ἀνεξάρτητος μεταβλητὴ καὶ ψ, ω , δύο συνεχῶσεις τῆς μεταβλητῆς ταύτης ὀριζόμεναι διὰ τῶν ἐξισώσεων τούτων. Διαφορίζοντες αὐτὰς ἀπαξ, μορφοῦμεν τὰς ἐξισώσεις τῆς πρώτης τάξεως,

$$\frac{\delta \sigma}{\delta x} + \frac{\delta \sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{\delta \sigma}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} = 0, \quad \frac{\delta \Sigma}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} = 0,$$

ἀφ' ὧν, τῇ ἀπαλοιφῇ, συνάγομεν,

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = - \frac{\frac{\delta \sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta \omega} - \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \sigma}{\delta \omega}}{\frac{\delta \sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta \omega} - \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \sigma}{\delta \omega}}, \quad \frac{\delta \omega}{\delta x} = - \frac{\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \sigma}{\delta \omega} - \frac{\delta \sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega}}{\frac{\delta \sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta \omega} - \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \sigma}{\delta \omega}}.$$

Διαφορίζοντες τὰς προηγουμένας ἐξισώσεις, μορφοῦμεν τὰς τῆς δευτέρας τάξεως ἦτοι,

$$\begin{aligned} \frac{\delta^2 \sigma}{\delta x^2} + 2 \frac{\delta^2 \sigma}{\delta x \delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + 2 \frac{\delta^2 \sigma}{\delta x \delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta^2 \sigma}{\delta \psi^2} \left(\frac{\delta \psi}{\delta x} \right)^2 \\ + 2 \frac{\delta^2 \sigma}{\delta \psi \delta \omega} \frac{\delta \psi}{\delta x} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta^2 \sigma}{\delta \omega^2} \left(\frac{\delta \omega}{\delta x} \right)^2 + \frac{\delta \sigma}{\delta \psi} \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} + \frac{\delta \sigma}{\delta \omega} \frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2} = 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x^2} + 2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x \delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + 2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x \delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi^2} \left(\frac{\delta \psi}{\delta x} \right)^2 \\ + 2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi \delta \omega} \frac{\delta \psi}{\delta x} \frac{\delta \omega}{\delta x} + \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \omega^2} \left(\frac{\delta \omega}{\delta x} \right)^2 + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2} = 0, \end{aligned}$$

ἀφ' ὧν πορίζομεθα τὰς ἐκθέσεις τῶν $\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}$ καὶ $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2}$, ἀφοῦ

Θέσωμεν ἀντὶ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ καὶ $\frac{\delta\omega}{\delta x}$ τὰς προηγουμένης τιμὰς αὐτῶν.

Τὰς αὐτὰς ἐκθέσεις τῶν $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ καὶ $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}$, εὐρίσκομεν ἐπίσης τῇ ἀμέσῳ διαφορῶσει τῶν προηγουμένων τιμῶν τῶν $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ καὶ $\frac{\delta\omega}{\delta x}$.

Καθ' ὅμοιον τρόπον μορφοῦμεν τοὺς διαφορικοὺς συντελεστὰς τάξεων ὑπερτέρων τῶν συνεκθέσεων ψ καὶ ω .

ΙΑ'. ΠΕΡΙ ΜΕΤΑΒΟΛΗΣ ΤΗΣ ΑΝΕΞΑΡΤΗΤΟΥ ΜΕΤΑΒΛΗΤΗΣ.

95. Ἐν § 2 ἐδηλώθη ἡ ἀνάγκη τοῦ διακρίνειν ἐν ἐκάστῳ ζητήματι τὰς ἀνεξαρτήτους μεταβλητὰς ἀπὸ τῶν μεταβλητῶν συνεκθέσεων οὐσῶν τούτων. Τὸ αὐτὸ ἐπανελάβομεν ἐν § 43. Αἱ τῶν διαφορικῶν λογισμῶν συνιστώσαι ἀναλυτικαὶ ἐργασίαι κυρίως βάζουσιν ἔχουσι τὴν τοιαύτην διάκρισιν, τηρητέαν καθ' ἅπασαν τὴν ἔκτασιν τῶν ἐξισώσεων διότι αἱ διαδοχικαὶ διαφορῶσεις ἐκτελοῦνται ἀείποτε θεωρουμένων τῶν διαφορικῶν τῶν ἀνεξαρτήτων μεταβλητῶν ὡς παραγόντων ἀτρέπτων, ἐνῶ τὰ διαφορικὰ τῶν ἑτέρων μεταβλητῶν μεταβάλλονται. Δυνάμεθα ὅμως, βοηθεῖα τινῶν μεταμορφώσεων, εἰσάγειν ἐν τῇ σειρᾷ λογισμοῦ τινος νέας μεταβλητὰς ἀνεξαρτήτους ἀντὶ τῶν πρότερον ἐκλεχθεῖσιν ὡς τοιούτων.

Ὅπως λάβομεν ἰδέαν ἀκριβῆ τῶν τοιούτων μετασχηματισμῶν, ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ ἐπίλυσις προτάσεως ἔδωκεν ἐξισώσιν, ὡς

$$\Sigma \left(x, \psi, \frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}, \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}, \dots \right) = 0,$$

ἐν ἣ x θεωρεῖται ὡς μεταβλητὴ ἀνεξάρτητος, ψ δὲ ὡς συνέκθεσις τῆς x . Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἐμφαίνει σχέσιν τινα μεταξὺ x, ψ , καὶ τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν $\frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}, \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}$,

κ. τ. ἐ., δηλούντων ἀμοιβαίως τὰ ὅρια τῶν ὑπαρχόντων λόγων μεταξὺ τῶν ταυτοχρόνων μεταβολῶν τῆς x καὶ τῶν

συνεκθέσεων $\psi, \frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$, κ. τ. ἐ. Τεθείσθω ἤδη ὅτι, x

μὲν παύει τοῦ θεωρεῖσθαι ὡς μεταβλητὴ ἀνεξάρτητος, ἑτέρα δέ τις, τῇ τ δηλουμένη, θεωρηθήσεται ὡς τοιαύτη. Διὰ τούτου ἐννοοῦμεν ὅτι x καὶ ψ ἔσονται συνεκθέσεις τῆς τ , διατηρουμένης οὐχ ἥττον τῆς πρότερον τεθείσης συναλλήλου σχέσεως τῶν δύο τούτων μεταβλητῶν x, ψ . Ἡ συνδέουσα σχέσις τὴν τ πρὸς τὰς μεταβλητὰς x, ψ , πρέπει νὰ δίδηται εἴτε δι' ἐξισώσεως μεταξὺ τ καὶ x , ὡς $\Phi(\tau, x) = 0$, εἴτε δι' ἐξισώσεως μεταξὺ τ καὶ ψ , ὡς $\Psi(\tau, \psi) = 0$, εἴτε, τέλος, δι' ἐξισώσεως περιεκτικῆς τῶν τριῶν μεταβλητῶν, ὡς $\Pi(\tau, x, \psi) = 0$.

Τούτου τεθέντος, ὄχιλον ὅτι οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ $\frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}, \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}, \dots$ ἐν τῇ ἐξισώσει $\Sigma = 0$ περιεχόμενοι, πρέπει ν' ἀντικατασταθῶσιν ὑφ' ἑτέρων διαφορικῶν συντελεστῶν τῆς συνεκθέσεως ψ πρὸς τ λαμβανομένων. Πρόκειται δὲ ἐκτελέσαι τὴν μεταβολὴν ταύτην διατηρουμένης τῆς ἀμοιβαίας σχέσεως τῶν ψ καὶ x . Τοῦτο κατορθοῦμεν παρατηροῦντες ἀπλῶς ὅτι, ὅταν x μὲν ᾖναι συνέκθεσις τῆς τ , ψ δὲ συνέκθεσις τῆς x , ἔχομεν, κατὰ § 26, τὴν ἐκθεσιν

$$\frac{\delta\psi}{\delta\tau} = \frac{\delta\psi}{\delta x} \frac{\delta x}{\delta\tau}, \quad \text{ἐξ ἧς} \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\frac{\delta\psi}{\delta\tau}}{\frac{\delta x}{\delta\tau}}$$

ἀντιστακτέαν ἀντὶ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ἐν τῇ ἐξισώσει $\Sigma = 0$.

Ἡ πρώτη αὕτη ἐκθεσις δίδει ἀμέσως τὴν τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν τῶν ἀνωτέρων τάξεων. Διότι, διαφυρίζοντες ἀμφότερα τὰ μέλη τῆς προηγουμένης ἐξισώσεως κατὰ τ , ἐπομένως θεωροῦντες $\delta\tau$ ὡς ἀτρέπτον, λαμβάνομεν

$$\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} \frac{\delta x}{\delta \tau} = \frac{\frac{\delta x}{\delta \tau} \frac{\delta^2 \psi}{\delta \tau^2} - \frac{\delta \psi}{\delta \tau} \frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2}}{\left(\frac{\delta x}{\delta \tau}\right)^2},$$

$$\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} = \frac{\frac{\delta x}{\delta \tau} \frac{\delta^2 \psi}{\delta \tau^2} - \frac{\delta \psi}{\delta \tau} \frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2}}{\left(\frac{\delta x}{\delta \tau}\right)^2}.$$

Ἐκ τῆς ἐκθέσεως ταύτης πορίζομεθα ἐπίσης, τῆ κατὰ τ διαφορίσει καὶ διαιρέσει διὰ $\frac{\delta x}{\delta \tau}$,

$$\frac{\delta^3 \psi}{\delta x^3} = \frac{\left(\frac{\delta x}{\delta \tau}\right)^2 \frac{\delta^3 \psi}{\delta \tau^3} - 3 \frac{\delta x}{\delta \tau} \frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2} \frac{\delta^2 \psi}{\delta \tau^2} + 3 \frac{\delta \psi}{\delta \tau} \left(\frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2}\right)^2 - \frac{\delta x}{\delta \tau} \frac{\delta \psi}{\delta \tau} \frac{\delta^3 x}{\delta \tau^3}}{\left(\frac{\delta x}{\delta \tau}\right)^3}.$$

Καὶ οὕτω καθ' ἑξῆς.

96. Μετὰ τὴν ἀντιστοιχίαν τῶν τιμῶν τούτων ἐν τῇ $\Sigma = 0$, ἡ ἐξίσωσις αὕτη περιέξει x, ψ , καὶ τοὺς διαφορικοὺς συντελεστὰς τούτων κατὰ τ λαμβανόμενους. Ἐὰν ἐδόθη μία ἐξίσωσις $\Phi(\tau, x) = 0$, μεταξὺ τ καὶ x, δυνάμεθα ἀντικαταστήσασαι ἐν τῇ ἐξίσώσει $\Sigma = 0$, x καὶ τοὺς διαφορικοὺς ταύτης συντελεστὰς διὰ τῶν ἐκ τῆς $\Phi(\tau, x) = 0$ ἐξαγομένων τιμῶν αὐτῶν, ὡς ἐν § 91 εἶδομεν. Τότε x ἐκλείπει, ἡ δ' ἐξίσωσις

$\Sigma = 0$ περιέξει μόνον τ, $\psi, \frac{\delta \psi}{\delta \tau}, \frac{\delta^2 \psi}{\delta \tau^2}, \frac{\delta^3 \psi}{\delta \tau^3}$, κ.τ.έ.

Ἐὰν ἐδόθη ἐξίσωσις $\Psi(\tau, \psi) = 0$, μεταξὺ τ καὶ ψ, δυνάμεθα ἐπίσης ἐξαλείψαι ψ καὶ τοὺς διαφορικοὺς αὐτῆς συντελεστὰς, ὥστε ἡ ἐξίσωσις $\Sigma = 0$ περιέξει μόνον τ, x,

$\frac{\delta x}{\delta \tau}, \frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2}, \frac{\delta^3 x}{\delta \tau^3}$, κ.τ.έ. Ἔλεος, εἰ ἐδόθη ἐξίσωσις

$\Pi(\tau, x, \psi) = 0$ περιεκτικῆ τῶν τριῶν μεταβλητῶν, ἐξα-

λείφωμεν κατ' ἀρέσκειαν x ἢ ψ· διότι ἡ ἐξίσωσις αὕτη καὶ αἱ διαδοχικαὶ αὐτῆς διαφορικαὶ κατὰ τ λαμβανόμεναι (θεωρούμενων x καὶ ψ ὡς συνεκθέσεων τῆς τ), δώσουσι τὰς τιμὰς τῶν x, $\frac{\delta x}{\delta \tau}, \frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2}$, κ.τ.έ. συνεκθέσει τῶν ψ, $\frac{\delta \psi}{\delta \tau}, \frac{\delta^2 \psi}{\delta \tau^2}$, κ.τ.έ. καὶ ἀμοιβαίως.

97. Ἐὰν ἡ μεταξὺ τ καὶ τῶν ἐτέρων μεταβλητῶν θεωρεῖται σχέσις συνίσταται ἐν τῇ ἐξίσώσει $x = \tau$, τότε ἔχομεν $\frac{\delta x}{\delta \tau} = 1, \frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2} = 0, \frac{\delta^3 x}{\delta \tau^3} = 0$, κ.τ.έ., οἱ δ' ἐν § 95 τύποι ἀγνοῦνται, ὡς ἐπόμενον, εἰς

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{\delta \psi}{\delta \tau}, \quad \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} = \frac{\delta^2 \psi}{\delta \tau^2}, \quad \frac{\delta^3 \psi}{\delta x^3} = \frac{\delta^3 \psi}{\delta \tau^3}, \quad \text{κ.τ.έ.}$$

Ἐὰν ἡ περὶ τῆς λόγος σχέσις συνίσταται ἐν τῇ ἐξίσώσει $\psi = \tau$, τότε ἔχομεν $\frac{\delta \psi}{\delta \tau} = 1, \frac{\delta^2 \psi}{\delta \tau^2} = 0, \frac{\delta^3 \psi}{\delta \tau^3} = 0$, κ.τ.έ. Οἱ αὐτοὶ δὲ τύποι ἀποκαθίστανται (γραφομένου ψ ἀντὶ τ),

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{1}{\frac{\delta \psi}{\delta \tau}}, \quad \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} = - \frac{\frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2}}{\left(\frac{\delta \psi}{\delta \tau}\right)^2},$$

$$\frac{\delta^3 \psi}{\delta x^3} = \frac{3 \left(\frac{\delta^2 x}{\delta \tau^2}\right)^2 - \frac{\delta x}{\delta \tau} \frac{\delta^3 x}{\delta \tau^3}}{\left(\frac{\delta \psi}{\delta \tau}\right)^3},$$

κ.τ.έ.

Λοιπὸν, καθιστῶμεν τὰς τελευταίας ταύτας ἐκθέσεις ἀντὶ $\frac{\delta \psi}{\delta x}, \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}, \frac{\delta^3 \psi}{\delta x^3}$, κ.τ.έ., ὅταν, ἐν τινὶ ἐξίσώσει περιεκτικῆ x καὶ ψ, κατ' ἀρχὰς μὲν ἐλάβομεν x ὡς μεταβλητὴν ἀνεξάρτητον, εἶτα δὲ βουλόμεθα καταστήσασαι ψ ποιαύτην.

98. Οί προηγούμενοι τύποι άγούσιν άμέσως εις τήν έκθεσιν του διαφορικού των αντιστρόφων συνεκθέσεων [37].

1). Η εξίσωσις

$$\psi = \lambda x, \quad \text{δίδει} \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{1}{x},$$

x θεωρουμένης ως μεταβλητῆς ανεξαρτήτου. Έστω ἤδη ὅτι πρόκειται θεωρῆσαι ψ ως μεταβλητὴν ανεξάρτητον. Κα-

οιστώμεν $\frac{1}{\frac{\delta \psi}{\delta x}}$ ἀντὶ $\frac{\delta \psi}{\delta x}$, καὶ λαμβάνομεν

$$\frac{1}{\frac{\delta \psi}{\delta x}} = \frac{1}{x}, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta x}{\delta \psi} = x.$$

ἦτοι, θέτοντες ἀντὶ x τὴν εἰς ψ τιμὴν αὐτῆς e^ψ ,

$$\frac{\delta e^\psi}{\delta \psi} = e^\psi,$$

2). Η εξίσωσις

$$\psi = \lambda \mu x, \quad \text{δίδει} \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \text{συν } x,$$

x θεωρουμένης ως μεταβλητῆς ανεξαρτήτου. Ἴαν ἤδη ἔσεται τοιαύτη ἡ ψ, γράφομεν

$$\frac{1}{\frac{\delta \psi}{\delta x}} = \text{συν } x, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta x}{\delta \psi} = \frac{1}{\text{συν } x}.$$

ἦτοι, θέτοντες ἀντὶ x τὴν τιμὴν αὐτῆς τόξ ἡμ. ψ,

$$\frac{\delta \cdot \text{τόξ ἡμ. } \psi}{\delta \psi} = \frac{1}{\sqrt{1 - \psi^2}}.$$

3). Η εξίσωσις

$$\psi = \epsilon \phi x, \quad \text{δίδει} \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{1}{\text{συν}^2 x}.$$

Άρα,

$$\frac{1}{\frac{\delta \psi}{\delta x}} = \frac{1}{\text{συν}^2 x}, \quad \frac{\delta x}{\delta \psi} = \text{συν}^2 x, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta \cdot \text{τόξ } \epsilon \phi \psi}{\delta \psi} = \frac{1}{1 - \psi^2}.$$

99. Αἱ αὐταὶ θεωρίαι ἐφαρμόζονται ἐπὶ περιπτώσεων καθ' ἃς ὑπάρχει μείζων ἀριθμὸς μεταβλητῶν. Έστω, π. χ., ἡ εξίσωσις

$$\Sigma \left(u, x, \psi, \frac{\delta \psi}{\delta u}, \frac{\delta \psi}{\delta x}, \text{ κ.τ.έ. } \omega, \frac{\delta \omega}{\delta u}, \frac{\delta \omega}{\delta x}, \text{ κ.τ.έ. } \right) = 0,$$

ἐν ἣ ὁ u μὲν καὶ x δηλοῦσι τὰς δύο μεταβλητὰς ανεξαρτήτους, ψ δὲ καὶ ω δύο συνεκθέσεις τούτων. Ληρθήτωσαν ἤδη σ καὶ τ ὡς μεταβληταὶ ανεξάρτητοι. Παρατηρητέον ὅτι, ἐπειδὴ u καὶ x ἀποκαθίστανται συνεκθέσεις τῶν σ καὶ τ, ἐνῶ ψ καὶ ω δὲν παύουσι τοῦ εἶναι συνεκθέσεις τῶν u καὶ x, ἔχομεν

$$\frac{\delta \psi}{\delta \sigma} = \frac{\delta \psi}{\delta u} \frac{\delta u}{\delta \sigma} + \frac{\delta \psi}{\delta x} \frac{\delta x}{\delta \sigma}, \quad \frac{\delta \psi}{\delta \tau} = \frac{\delta \psi}{\delta u} \frac{\delta u}{\delta \tau} + \frac{\delta \psi}{\delta x} \frac{\delta x}{\delta \tau}.$$

ὅθεν τῇ ἀπαλοιφῇ συνάγομεν

$$\frac{\delta \psi}{\delta u} = \frac{\frac{\delta \psi}{\delta \tau} \frac{\delta x}{\delta \sigma} - \frac{\delta \psi}{\delta \sigma} \frac{\delta x}{\delta \tau}}{\frac{\delta u}{\delta \sigma} \frac{\delta x}{\delta \tau} - \frac{\delta u}{\delta \tau} \frac{\delta x}{\delta \sigma}}, \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{\frac{\delta \psi}{\delta \sigma} \frac{\delta u}{\delta \tau} - \frac{\delta \psi}{\delta \tau} \frac{\delta u}{\delta \sigma}}{\frac{\delta x}{\delta \sigma} \frac{\delta u}{\delta \tau} - \frac{\delta x}{\delta \tau} \frac{\delta u}{\delta \sigma}}.$$

Ὁμοίως ἐκθέσεις λαμβάνομεν διὰ $\frac{\delta \omega}{\delta u}$ καὶ $\frac{\delta \omega}{\delta x}$. Έάν

διαφορίσωμεν τὰς δύο προηγούμενας ἐκθέσεις τῶν $\frac{\delta \psi}{\delta \sigma}$ καὶ

$\frac{\delta \psi}{\delta \tau}$ πρὸς σ καὶ τ, ἔχομεν τρεῖς ἐξισώσεις, ἐξ ὧν ὀρίζομεν

τάς εκθέσεις τῶν τριῶν δευτεροταγῶν διαφορικῶν συντελεστών $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$, $\frac{\delta^2\psi}{\delta x \delta u}$, $\frac{\delta^2\psi}{\delta u^2}$. Καί οὕτω καθ' ἐξῆς διὰ τοὺς λοιποὺς διαφορικοὺς συντελεστάς.

Περὶ τὴν νομιζομένην τὴν περαιτέρω ἔρευναν τῶν γενικῶν τούτων τύπων· διότι κάλλιον ἐργάζεσθαι ἐν ταῖς ἐφαρμογαῖς ἐπὶ τῶν παρουσιαζομένων ἀναλυτικῶν ἐκθέσεων.

100. Ἡ μεταβολὴ τῶν ἀνεξαρτήτων μεταβλητῶν κυρίως χωρεῖ ἐν τῇ Γεωμετρίᾳ, προκειμένου λόγου μεταβῆναι ἀπὸ συστήματος συντεταγμένων εἰς ἕτερον.

Ἔστω, π. χ., ὅτι ἐν τῇ ἐξισώσει

$$\Sigma \left(x, \psi, \frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}, \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}, \dots \right) = 0,$$

x καὶ ψ δηλοῦσι δύο συντεταγμένας (Σχ. 25) ΑΠ, ΜΠ, λογιζομένας ἐπὶ δύο ἀξόνων ὀρθογωνίων, βουλόμεθα δὲ καταστήσαι ἀντὶ x τὴν γωνίαν ω ὑπὸ τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος ΑΜ καὶ τοῦ ἄξονος τῶν x σχηματιζομένας. Ἔχομεν

$$\epsilon\phi \omega = \frac{\psi}{x}$$

Ἡ ἀλλεπαλλήλω διαφορίσει τῆς ἐξισώσεως ταύτης κατὰ ω , ἢς ψ καὶ x εἰσὶ συνεκθέσεις, μνησθῶμεν ἑτέρας ἐξισώσεις ἀφ' ὧν ἐξάγομεν τὰς τιμὰς τῶν $\frac{\delta x}{\delta \omega}$, $\frac{\delta^2 x}{\delta \omega^2}$, κ. τ. ἐ. ὅς πρέπει ν'

ἀντισταξώμεν ἐν τοῖς ἐν § 95 τύποις. Αἱ τιμαὶ τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$, κ. τ. ἐ., ὑπὸ τῶν τύπων τούτων ἐμφαινόμεναι, ἀντισταγόμεναι ἐν τῇ $\Sigma = 0$, ἡ ἐξισώσεις αὕτη περιέξει $\omega, \psi, \frac{\delta\psi}{\delta \omega}, \frac{\delta^2\psi}{\delta \omega^2}$, κ. τ. ἐ.

Εἰ βουλόμεθα μεταβαλεῖν καθ' ὁλοκληρίαν τὸ σύστημα τῶν συντεταγμένων, εἰσάγοντες ἀντὶ ψ τὸ μήκος τῆς ἐπιβα-

τικῆς ἀκτίνος ΑΜ, τῷ ρ δηλουμένης, σὺν τῇ προηγουμένη ἐξισώσει θετέον καὶ τὴν

$$\psi = \rho \eta\mu \omega,$$

ἣν καὶ ταύτην διαφορίζοντες πολλάκις κατὰ συνέχειαν πρὸς ω , τῆς ρ θεωρουμένης ὡς μεταβλητῆς, λαμβάνομεν ἐξισώσεις, ἀφ' ὧν πορίζομεθα τὰς τιμὰς τῶν $\frac{\delta\psi}{\delta \omega}$, $\frac{\delta^2\psi}{\delta \omega^2}$, κ. τ. ἐ. ὅς

ἀντικαθιστῶμεν ἐν τῇ προτεθείσῃ ἐξισώσει, περιεξούση τότε $\omega, \rho, \frac{\delta\rho}{\delta \omega}, \frac{\delta^2\rho}{\delta \omega^2}$, κ. τ. ἐ.

Ἄλλ' ἐν τῇ τελευταίᾳ ταύτῃ περιπτώσει ἀπλούστερον ἐργαζόμεθα καθιστῶντες ἀμέσως τὰς ἐξισώσεις

$$x = \rho \sigma\upsilon\nu \omega, \quad \psi = \rho \eta\mu \omega,$$

καὶ ἐξάγοντες ἐκ τούτων τὰς τιμὰς τῶν

$$\frac{\delta x}{\delta \omega}, \frac{\delta^2 x}{\delta \omega^2}, \text{ κ. τ. ἐ.}, \quad \text{καὶ} \quad \frac{\delta\psi}{\delta \omega}, \frac{\delta^2\psi}{\delta \omega^2}, \text{ κ. τ. ἐ.}$$

Αἱ τιμαὶ αὗται ἀντισταγόμεναι ἐν τοῖς ἐν § 95 τύποις δίδουσι τὰς τιμὰς τῶν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}, \text{ κ. τ. ἐ.}, \text{ εἰς } \omega, \rho, \frac{\delta\rho}{\delta \omega}, \frac{\delta^2\rho}{\delta \omega^2}, \text{ κ. τ. ἐ.},$$

ἀντιστακτέας ἐν τῇ τεθείσῃ ἐξισώσει.

101. Ἔπονται πρὸς ἀσκήσιν ὑποδειγματὰ τινὰ μεταβολῆς τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς.

1). Μετασχηματισθεῖτω ὁ τύπος

$$\left[1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x} \right)^2 \right] \frac{\delta\psi}{\delta x} + (\psi - a) \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = 0,$$

εἰς ἕτερον ἐν ᾧ ψ εἴη ἡ ἀνεξάρτητος μεταβλητὴ.

$$\text{Ἐξαγόμενον.} \quad 1 + \left(\frac{\delta x}{\delta \psi} \right)^2 - (\psi - a) \frac{\delta^2 x}{\delta \psi^2} = 0.$$

2) Ο τύπος
$$\Lambda = \frac{\left[1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x} \right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}}{\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}}$$

δν βραδύτερον [196] άπιωτήσομεν, άποκαθίσταται λαμβανομένης ψ άπτι μεταβλητής ανεξαρτήτου,

$$\Lambda = \frac{\left[1 + \left(\frac{\delta x}{\delta\psi} \right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}}{\frac{\delta^2 x}{\delta\psi^2}}$$

3) Λαμβανομένης ψ ως μεταβλητής ανεξαρτήτου εν τή εξίσώσει

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} - x \left(\frac{\delta\psi}{\delta x} \right)^3 + e^\psi \left(\frac{\delta\psi}{\delta x} \right)^2 = 0,$$

εδρήσομεν τήν μετασχηματισθεΐσαν,

$$\frac{\delta^2 x}{\delta\psi^2} + x - e^\psi = 0.$$

4) Υποτιθεμένης ψ = e^x, ληθηθείτω x ως μεταβλητή ανεξάρτητος εν τή εκθείσει

$$\psi^3 \frac{\delta^3\omega}{\delta\psi^3} + \Lambda\psi \frac{\delta\omega}{\delta\psi} + B\omega = 0.$$

Έξαγόμενον.
$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} + (\Lambda - 1) \frac{\delta\omega}{\delta x} + B\omega = 0.$$

5) Τή υποθείσει ψ = συν x, μεταβληθείτω ή ανεξάρτητος μεταβλητή ψ εις x εν τή τύπω

$$(1 - \psi^2) \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2} - \psi \frac{\delta\omega}{\delta\psi} + v^2\omega = 0.$$

Έξαγόμενον.
$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} + v^2\omega = 0.$$

6) Έν τή εκθείσει
$$\omega + \frac{1}{x} \frac{\delta\omega}{\delta x} + \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} = 0,$$
 μεταβληθείτω x εις 0, επί τή υποθείσει $x^2 = 40.$

Έξαγόμενον.
$$\omega + \frac{\delta\omega}{\delta 0} + 0 \frac{\delta^2\omega}{\delta 0^2} = 0.$$

7) Μεταβληθείτω ή ανεξάρτητος μεταβλητή εν τή εκθείσει

$$(a + \psi)^3 \frac{\delta^3\omega}{\delta\psi^3} + 3(a + \psi)^2 \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2} + (a + \psi) \frac{\delta\omega}{\delta\psi} + \epsilon\omega = 0,$$

επί τή υποθείσει $x = \lambda(a + \psi).$

Έξαγόμενον.
$$\frac{\delta^3\omega}{\delta x^3} + \epsilon\omega = 0.$$

8) Μετασχηματισθείτω
$$\lambda = \frac{x \frac{\delta\psi}{\delta x} - \psi}{\left[1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x} \right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}},$$

εις συνέχθεισιν τών ρ και ω, ούσων δεδομένων [100]

$$x = \rho \text{ συν } \omega, \quad \psi = \rho \text{ ήμ. } \omega,$$

και θεωρουμένης ρ ως συνεκθείσεως τής ω.

Έξαγόμενον.
$$\lambda = \frac{\rho^3}{\left[\rho^3 + \left(\frac{\delta\rho}{\delta\omega} \right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}}.$$

9) Μετασχηματίσαι τήν εκθείσει

$$\Lambda = \frac{\left[1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x} \right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}}{\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}}$$

εις ἑτέραν, ἐν ἣ ὦ εἴη ἡ ἀνεξάρτητος μεταβλητὴ, κατὰ τὰ ἐν τῷ προηγουμένῳ παραδείγματι διδόμενα.

Ἐξαγόμενον. [222]
$$\Lambda = \frac{\left[\rho^2 + \left(\frac{\delta \rho}{\delta \omega} \right)^2 \right]}{\rho^2 + 2 \left(\frac{\delta \rho}{\delta \omega} \right)^2 - \rho \frac{\delta^2 \rho}{\delta \omega^2}}$$

10) Μορφῶσαι
$$\tau = \frac{x \frac{\delta \psi}{\delta x} - \psi}{x - \psi \frac{\delta \psi}{\delta x}}$$

εις συνέκθεσιν τῶν ρ καὶ ω , ἐπὶ τῇ βίαιει τῶν ἐν τῷ παραδ. 8^ῳ δεδομένων.

Ἐξαγόμενον.
$$\tau = \rho \frac{\delta \omega}{\delta \rho}$$

IV'. ΕΚΘΕΣΙΣ ΓΕΝΙΚΗ ΤΟΥ ΕΚΤΥΛΙΣΜΑΤΟΣ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΣ ΤΙΝΟΣ ΚΑΤΑ ΤΑΣ ΑΚΕΡΑΙΑΣ ΔΥΝΑΜΕΙΣ ΤΗΣ ΜΕΤΑΒΛΗΤΗΣ.

ΘΕΩΡΗΜΑ ΤΟΥ ΤΑΪΛΟΡ.

102. Ἡ θεωρία τῶν διαφορικῶν συντελεστων ἢ συνέκθεσιν παραγομένων τῶν διαφόρων τάξεων, χρησιμεύει μέσον τοῦ ἀναπτύσσειν πᾶσαν συνέκθεσιν εἰς σειράν ἀπέραντον διατεταγμένην κατὰ τὰς ἀκεραίας δυνάμεις τῆς μεταβλητῆς.

Ἐστω ἡ συνέκθεσις

$$\psi = \Sigma(x).$$

Ἐπανερχόμενοι ἐν τοῖς ἐν ἄρθρ. VII. ἐκτεθείσι, καὶ ἐξακολουθοῦντες τὸν ἐν § 63 πίνακα, συνάγαμεν, δι' ἀπλῶν ἀντιστοιχιῶν, τὰς ἐξῆς συστοίχους τιμὰς τῶν x καὶ ψ .

x	$\psi = \psi,$
$x + \Delta x$	$\psi_1 = \psi + \Delta \psi,$
$x + 2\Delta x$	$\psi_2 = \psi + 2\Delta \psi + \Delta^2 \psi,$
$x + 3\Delta x$	$\psi_3 = \psi + 3\Delta \psi + 3\Delta^2 \psi + \Delta^3 \psi,$
\vdots	\vdots
\vdots	\vdots
$x + \nu \Delta x$	$\psi_\nu = \psi + \nu \Delta \psi + \frac{\nu(\nu-1)}{2} \Delta^2 \psi + \frac{\nu(\nu-1)(\nu-2)}{2 \cdot 3} \Delta^3 \psi + \dots + \Delta^\nu \psi.$

Ἡ ἐκθεσις τῆς ψ_ν εἶναι ἀνεξάρτητος ἀπὸ τῆς φύσεως τῆς συνέκθεσιν μορφοῦται δὲ ἀείποτε ἐνόσω ἡ συνέκθεσις αὕτη δὲν λαμβάνει τιμὰς ἀπείρου ἐν τῷ ἀποστήματι τῶν τιμῶν x καὶ $x + \nu \Delta x$ τῆς μεταβλητῆς. Ἄρα γράφομεν

$$\psi_\nu = \psi + \nu \Delta \psi + \frac{\nu^2 \left(1 - \frac{1}{\nu}\right)}{2} \Delta^2 \psi + \frac{\nu^3 \left(1 - \frac{1}{\nu}\right) \left(1 - \frac{2}{\nu}\right)}{2 \cdot 3} \Delta^3 \psi + \dots + \Delta^\nu \psi,$$

ἢ προσέτι,

$$\psi_\nu = \psi + \nu \Delta x \frac{\Delta \psi}{\Delta x} + \frac{(\nu \Delta x)^2 \left(1 - \frac{1}{\nu}\right)}{2} \frac{\Delta^2 \psi}{\Delta x^2} + \frac{(\nu \Delta x)^3 \left(1 - \frac{1}{\nu}\right) \left(1 - \frac{2}{\nu}\right)}{2 \cdot 3} \frac{\Delta^3 \psi}{\Delta x^3} + \dots + \Delta^\nu \psi.$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ὑπάρχει οἷονδ' ἄποτε εἶναι τὸ διδόμενον μέγεθος τῷ μονίμῳ ἀποστήματι Δx , καὶ οἷονδ' ἄποτε ὁ ἀριθμὸς ν . Ὑποθέσωμεν ὅτι, τοῦ ἀποστήματος $\nu \Delta x$ (διαχωρίζοντος τὰς τιμὰς τῆς x ἐφ' ἃς ἀντιστοιχοῦσιν αἱ τιμαὶ ψ καὶ ψ_ν ; τῆς συνέκθεσιν) μένοντος ἀτρέπτου, Δx μειοῦται ἐπ' ἀπείρου, ὁ δὲ ἀριθμὸς ν ἀύξάνει ἐπ' ἀπείρου καθ' ὁμοίαν ἀναλογίαν. Ἡ προηγουμένη ἐξίσωσις ἀείποτε ὑπάρξει, ἐπομένως ὑπάρξει ἐπίσης ὅταν ἀντικαταστήσωμεν ἕκαστον ὄρον διὰ τοῦ ὄρου πρὸς ὃ οὗτος τείνει, ὅταν Δx τείνη πρὸς τὸ κατασταθῆναι

μηδέν. Ἀλλὰ, φανερόν ὅτι τῶν μὲν κλασμάτων $\left(1 - \frac{1}{\nu}\right),$

$\left(1 - \frac{2}{\nu}\right),$ κ. τ. ἐ., κοινὸν ὄριον εἶναι ἡ μονὰς, τῶν δὲ

λόγων $\frac{\Delta \psi}{\Delta x}, \frac{\Delta^2 \psi}{\Delta x^2}, \frac{\Delta^3 \psi}{\Delta x^3},$ κ. τ. ἐ., τὰ ὄρια εἰσὶν οἱ δια-

φορικοί συντελεσται ή συνεκθέσεις παραγόμεναι $\frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$

$\frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}$, κ. τ. έ. Λοιπόν, καλοῦντες πρὸς συντομίαν $v\Delta x = 0$,

δηλον ὅτι ἐκ τῆς ἐξισώσεως $\psi = \Sigma(x)$ παράγεται ἡ ἐξῆς:

$$\Sigma(x + 0) = \psi + 0 \frac{\delta\psi}{\delta x} + \frac{0^2}{2} \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} + \frac{0^3}{2 \cdot 3} \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3} + \frac{0^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} \frac{\delta^4\psi}{\delta x^4} + \dots$$

ἥτις γράφεται καὶ ὡς ἐξῆς:

$$\Sigma(x + 0) = \Sigma(x) + 0\Sigma'(x) + \frac{0^2}{2} \Sigma''(x) + \frac{0^3}{2 \cdot 3} \Sigma'''(x) + \frac{0^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} \Sigma^{(4)}(x) + \dots$$

103. Ἡ ἀξιοπαρατήρητος αὕτη ἐκθεσις καλεῖται *θεώρημα*, ἢ *τύπος*, ἢ *σειρὰ τοῦ ΤΑΪΛΟΡ*, ἐκ τοῦ ὀνόματος τοῦ ἐφευρετοῦ αὐτῆς. Θεωρεῖται δὲ ὡς τὸ κυριώτερον στοιχεῖον τοῦ τῶν ἀπειροστώων Λογισμοῦ καὶ τῶν ἐφαρμογῶν αὐτοῦ.

104. Ἡ αὕτη ἐκθεσις παρουσιάζεται πολλάκις ὑφ' ἑτέραν

μορφήν. Καθιστῶντες $x = 0$, δηλοῦντες δὲ $\psi_0, \frac{\delta\psi_0}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi_0}{\delta x^2}$

κ. τ. έ., τὰς μερικὰς καὶ μονίμους τιμὰς θς τότε λαμβάνουσιν

αἱ συνεκθέσεις $\psi, \frac{\delta\psi}{\delta x}, \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}, \dots$, ἔχομεν,

$$\Sigma(0) = \psi_0 + 0 \frac{\delta\psi_0}{\delta x} + \frac{0^2}{2} \frac{\delta^2\psi_0}{\delta x^2} + \frac{0^3}{2 \cdot 3} \frac{\delta^3\psi_0}{\delta x^3} + \frac{0^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} \frac{\delta^4\psi_0}{\delta x^4} + \dots$$

ἢ, θέτοντες x ἀντὶ 0 ,

$$\Sigma(x) = \psi_0 + x \frac{\delta\psi_0}{\delta x} + \frac{x^2}{2} \frac{\delta^2\psi_0}{\delta x^2} + \frac{x^3}{2 \cdot 3} \frac{\delta^3\psi_0}{\delta x^3} + \frac{x^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} \frac{\delta^4\psi_0}{\delta x^4} + \dots$$

Ὁ τελευταῖος οὗτος τύπος ἐδόθη ὑπὸ ΣΤΡΑΜΠΤΙΟΥ, ἀλλ' εἶναι γνωστότερος ὑπὸ τὸ ὄνομα *σειρὰ τοῦ ΜΑΚΚΑΟΥΡΙΚΟΥ*, πρὸς ὃν γενικῶς ἀπεδόθη. Ἡ αὕτη σειρὰ γράφεται καὶ οὕτω:

$$\Sigma(x) = \Sigma(0) + x \Sigma'(0) + \frac{x^2}{2} \Sigma''(0) + \frac{x^3}{2 \cdot 3} \Sigma'''(0) + \frac{x^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} \Sigma^{(4)}(0) + \dots$$

105. Οἱ προηγουμένως εὑρεθέντες δύο τύποι χρησιμεύουσι πρὸς ἀνάπτυξιν συνεκθέσεώς τινος εἰς σειρὰν κατὰ τὰς ἀκεραίας δυνάμεις τῆς μεταβλητῆς x ἢ θ . Ἐν γένει, ἡ σειρὰ ἐκτείνεται ἐπ' ἀπειρον. Μόναί αἱ ἀκέραιαι ἀλγεβρικαὶ συνεκθέσεις αἱ συγκροτούμεναι ὑπὸ ὄρων τοῦ σχήματος ax^n , μ ὄντος ἀριθμοῦ ἀκεραίου θετικοῦ, παράγουσι σειρὰς περιορισμένης· διότι οἱ διαφορικοὶ συντελεσται τάξεως ἀνωτέρας τῆς μ εἰσὶ μηδέν [69]. Δῆλον προσέτι ὅτι, ἐὰν τὰ ἐκτυλίγματα τῶν $\Sigma(x)$ καὶ $\Sigma(x + \theta)$ περιέχωσι μόνον ὄρους ἀριθμοῦ περιορισμένου, τότε ἀποκαθίστανται πολυώνυμα ἀκέραια. Π. χ., εἰ αἱ παραγόμεναι $\Sigma^{v+1}(0), \Sigma^{v+2}(0), \dots$, εἰσὶν ἅπασαι μηδέν, ἔχομεν ἀπλῶς,

$$\Sigma(x) = \Sigma(0) + x \Sigma'(0) + \dots + \frac{x^v}{2 \cdot 3 \dots v} \Sigma^v(0),$$

ὥστε, $\Sigma(x)$ εἶναι τότε ἀλγεβρικὴ συνέκθεσις ἀκεραία βαθμοῦ v .

106. Ἡ ἐξίσωσις

$$(1) \quad \Sigma(x) = \Sigma(0) + x \Sigma'(0) + \frac{x^2}{2} \Sigma''(0) + \frac{x^3}{2 \cdot 3} \Sigma'''(0) + \dots$$

δεικνύεται καὶ διὰ τῆς μεθόδου τῶν ὀριστέων συντελεστώων, εἰ γνωστὸν ἐστὶν ἐκ τῶν προτέρων ὅτι ἡ συνέκθεσις $\Sigma(x)$ ἀναπτύσσεται εἰς σειρὰν μορφήν ἔχουσαν τοιάδε,

$$A + Bx + \Gamma x^2 + \Delta x^3 + E x^4 + \dots$$

Τῷ ὄντι, καθιστῶμεν

$$\Sigma(x) = A + Bx + \Gamma x^2 + \Delta x^3 + E x^4 + \dots$$

Ὅπως ὀρίσωμεν τὰς ἀγνώστους ἀτρέπτους A, B, Γ , κ. τ. λ., λαμβάνομεν τὰς διαδοχικὰς παραγομένας τῆς προηγουμένης ἐξισώσεως:

$$\begin{aligned} \Sigma'(x) &= B + 2\Gamma x + 3\Delta x^2 + 4E x^3 + \dots \\ \Sigma''(x) &= 2\Gamma + 2 \cdot 3\Delta x + 3 \cdot 4E x^2 + \dots \\ &\dots \end{aligned}$$

Εἴτα καθιστῶμεν $x = 0$, καὶ ἔχομεν

$$A = \Sigma(0), \quad B = \Sigma'(0), \quad \Gamma = \frac{\Sigma''(0)}{2}, \quad \kappa. \tau. \acute{\epsilon}.$$

Ὅθεν προκύπτει ἡ ἐξίσωσις (1) ἣν ἐπρόκειτο δεῖξαι.

107. Τῇ αὐτῇ μεθόδῳ λαμβάνομεν καὶ τὸν τύπον τοῦ Τάυλορ. Καθιστῶμεν

$$(2) \quad \Sigma(x+\theta) = A + B\theta + \Gamma\theta^2 + \Delta\theta^3 + E\theta^4 + \dots$$

Διαφορίζομεν πολλάκις ἀλλήλοδιαδόχως πρὸς θ .

$$(3) \quad \frac{\delta \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta} = B + 2\Gamma\theta + 3\Delta\theta^2 + 4E\theta^3 + \dots$$

$$(4) \quad \frac{\delta^2 \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta^2} = 2\Gamma + 2 \cdot 3\Delta\theta + 3 \cdot 4E\theta^2 + \dots$$

Ἐστω $x + \theta = \omega$, ὅθεν $\Sigma(x+\theta) = \Sigma(\omega)$. Κατὰ τὴν ἐν ἀριθ. Γ' ἀρχὴν, ἔχομεν

$$\frac{\delta \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta} = \Sigma'(\omega) \frac{\delta \omega}{\delta \theta} = \Sigma'(\omega).$$

Ὁμοίως εὐρίσκομεν

$$\frac{\delta^2 \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta^2} = \Sigma''(\omega),$$

καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς. Ἄρα, διὰ $\theta = 0$, αἱ διαδοχικαὶ παραγόμεναι

$$\frac{\delta \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta}, \quad \frac{\delta^2 \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta^2}, \quad \frac{\delta^3 \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta^3}, \dots$$

ἰσοῦνται ἀμοιβαίως

$$\Sigma'(x), \quad \Sigma''(x), \quad \Sigma'''(x), \dots$$

Ἄρα, καθιστῶντες $\theta = 0$ ἐν ταῖς ἐξισώσεσι (2), (3), (4), ... λαμβάνομεν

$$A = \Sigma(x), \quad B = \Sigma'(x), \quad \Gamma = \frac{\Sigma''(x)}{2}, \dots$$

ὅπερ ἐπρόκειτο δεῖξαι.

108. Παρατηρητέον ὅτι, αἱ δύο παραγόμεναι

$$\frac{\delta \Sigma(x+\theta)}{\delta x}, \quad \frac{\delta \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta},$$

ἔχουσι κοινὴν ἔκφρασιν $\Sigma'(\omega)$. ἐπομένως ἰσοῦνται ἀλλήλαις. Τὸ αὐτὸ ἴδιωμα ὑπάρχει καὶ πρὸς τὰς παραγομένας τάξεων ὑπερτέρων.

$$\frac{\delta^2 \Sigma(x+\theta)}{\delta x^2}, \quad \frac{\delta^2 \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta^2},$$

$$\frac{\delta^3 \Sigma(x+\theta)}{\delta x^3}, \quad \frac{\delta^3 \Sigma(x+\theta)}{\delta \theta^3},$$

ἐκφωνεῖται δὲ ὡς ἐξῆς. Ἐὰν ἐν τινι συνεκθέσει ἡ μεταβλητὴ x τραπηῖ εἰς $x + \theta$, τὸν αὐτὸν διαφορικὸν συντελεστὴν λαμβάνομεν εἴτε θεωρήσομεν x ὡς μεταβλητὴν καὶ θ ὡς ἀμετάβλητον, εἴτε ἀντιστρόφως.

109. Ἐπειδὴ αἱ τιμαὶ τῆς θ καὶ τῆς x ἐν ταῖς ἐν §§ 102 καὶ 104 τύποις εἰσὶν ἀπεριόριστοι, ἡ συνέκθεσις ψ ἐκφράζεται καθ' ἅπασαν τὴν ἔκτασιν αὐτῆς, ὅπερ λίαν ἀξιοπαρατήρητον, διὰ τῆς τιμῆς τῆς συνεκθέσεως ταύτης καὶ τῶν τιμῶν τῆς ἀπεριορίστου σειρᾶς τῶν διαφορικῶν αὐτῆς συντελεστῶν συστοιχούντων μιᾷ μόνῃ τιμῇ τῆς x . Λοιπὸν, τὸ δοῦναι τὰς τιμὰς τῆς συνεκθέσεως καὶ τῶν διαφορικῶν αὐτῆς συντελεστῶν διὰ μίαν μόνην τιμὴν τῆς μεταβλητῆς, εἶναι ἐν γένει τὸ αὐτὸ δοῦναι τὴν συνέκθεσιν αὐτήν.

Παρατηρητέον ὅμως ὅτι, ἐκάστη τῶν σειρῶν τούτων δὲν δύναται εἶναι ἴση τῇ ἀντιστοιχοῦσῃ συνεκθέσει $\Sigma(x)$ ἢ $\Sigma(x+\theta)$,

ἢ ὅταν ἦναι προσχωροῦσα· ἔτσι καθ' ὅσον αἱ τιμαί, ὡς εὐρίσκομεν λαμβάνοντες ἀριθμὸν ὄρων μᾶλλον καὶ μᾶλλον μείζονα, προσεγγίζουσιν ὀλίγον ἢ, ὑπὲρ τὸ αὐτὸ, καθ' ὅσον δυνάμεθα εἶσαι δύο ὄρια ὅσον βουλόμεθα ἔττον διαφέροντα ἀλλήλων, ἐν οἷς ἡ εὐρεθεῖσα τιμὴ περιλαμβάνεται ὡσὼν δὴ ποτε ὄρων λάβομεν τὸ ἄθροισμα. Ὑπάρχουσι περιπτώσεις καθ' αἷς ἡ προσχώρησις σειρᾶς τινὸς εἶναι πρόδηλος· ἐν γένει ὁμοίως ἀπαιτεῖται εἰδικὴ ἔρευνα ὅπως βεβαιωθῶμεν ἐάν σειρὰ τις ἦναι προσχωροῦσα ἢ ἀποχωροῦσα. Περὶ τοῦ ἀντικειμένου τούτου πραγματευσόμεθα λεπτομερῶς ἐν τῇ Ἀλγέβρᾳ.

II'. ΠΕΡΙ ΤΩΝ ΠΕΡΙΠΤΩΣΕΩΝ ΚΑΘ' ΑΣ ΔΙΑ ΤΙΝΑΣ ΙΔΙΑΙΤΕΡΑΣ ΤΙΜΑΣ ΤΗΣ ΜΕΤΑΒΑΝΤΗΣ, ἢ ΣΕΙΡΑ ΤΟΥ ΤΑΪΛΟΡ ΔΕΝ ΔΙΔΕΙ ΤΟ ΕΚΤΥΛΙΓΜΑ ΤΗΣ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΣ.

110. Ἡ ὑπαρξίς τῆς τοῦ Ταΐλορ σειρᾶς ὑποθέτει ὅτι ἡ συνέκθεσις $\psi = \Sigma(x)$ καὶ οἱ διαφορικαὶ αὐτῆς συντελεσταὶ $\Sigma'(x), \Sigma''(x), \dots$, οὐ καθίστανται ἄπειροι πρὸς τὴν τιμὴν τῆς x , ἀφ' ἧς ἡ τῷ θ δηλουμένη ἀύξησις μετρεῖται· εἰ συμβαίνει τὸ ἐναντίον, ἡ σειρὰ ἔσεται ἀναρμόδιος.

Ἐστω, π. χ., συνέκθεσις ἔχουσα μορφήν τοιαύτην $\frac{\Sigma(x)}{(x-a)^m}$, ἐν ἣ m εἶναι ἀριθμὸς θετικὸς καὶ $\Sigma(x)$ συνέκθεσις τῆς x μὴ καθιστάμενη μηδέν οὔτε ἄπειρον τῆ $x = a$. Ἐάν κατὰ τοῦ προεκτεθέντος κανόνα ἀναπτύξωμεν $\frac{\Sigma(x-\theta)}{(x-\theta-a)^m}$, εἰς σειρὰν διατεταγμένην κατὰ τὰς ἀκεραίας δυνάμεις τῆς θ , ἅπαντες οἱ ὄροι ἀποκατασταθήσονται ἄπειροι ὅταν $x = a$. Ἀλλ' οὐχ ἔττον ἡ συνέκθεσις τότε ἔχει τιμὴν ὠρισμένην, τὴν $\frac{\Sigma(a+\theta)}{\theta^m}$. Ἄρα, τὸ ἐκτύλιγμα τῆς τιμῆς ταύτης, κατὰ τὰς δυνάμεις τῆς θ , ἐπειδὴ πρέπει ἀναγκαστικῶς νὰ παρουσιάξῃ δυνάμεις ἀρνητικὰς τῆς ποσότητος ταύτης, ἀδύνατον νὰ δοθῇ ὑπὸ σειρᾶς τοῦ Ταΐλορ.

Ἐστω προσέτι ἡ συνέκθεσις $\log x$. Ἄπαντες οἱ ὄροι τοῦ ἐκτύλιγματος τοῦ $\log(x+\theta)$ ἀποκαθίστανται ἄπειροι τῆ $x = 0$ · ὁμοίως ἡ συνέκθεσις ἔχει τότε τὴν ὠρισμένην τιμὴν $\log \theta$. Ἀλλ' ἡ τιμὴ αὕτη ἀδύνατον νὰ ἐκτεθῇ ὑπὸ σειρᾶς διατεταγμένης κατὰ τὰς ἀκεραίας δυνάμεις τῆς θ · διότι

$$\log \theta = -\frac{1}{\theta}, \text{ ὅταν } \theta = 0.$$

111. Ἡ τοῦ Ταΐλορ σειρὰ δίδει φυσικῶς ἐξαγόμενα ἀόριστα ὅταν, τῆς τεθείσης συνεκθέσεως $\Sigma(x)$ περιχοῦσης ῥιζικᾶ, ἡ δεδομένη μερικὴ τιμὴ τῆ x ἀφανίζει ταῦτα ἀπὸ τῆς συνεκθέσεως καὶ τῶν διαφορικῶν αὐτῆς συντελεστῶν. Ἴνα ἐννοήσωμεν τὸν τούτου λόγον, παρατηρητέον ὅτι ῥιζικὸν

ἀποτελοῦν μέρος τῆς συνεκθέσεως, ὡς τὸ $\sqrt[x]{(x-a)^m}$, ἐν ᾧ π καὶ κ δηλοῦσιν ἀριθμοὺς ἀκεραίους, δίδει τῆ συνεκθέσει ταύτῃ τόσας τιμὰς διαφόρους, πραγματικὰς ἢ φανταστικὰς, ὅσαι ἴμονάδες περιέχονται ἐν τῷ ἀριθμῷ κ . Ἐπειδὴ τὸ αὐτὸ ῥιζικὸν ἀναφαίνεται εἰς τοὺς διαφορικοὺς συντελεστάς τῆς συνεκθέσεως, οἱ συντελεσταὶ οὗτοι εἰσὶν ἐπίσης ἐπιδεικτικὸι κ τιμῶν. Ἄρα, ἀκριβοῦς εἰπεῖν, ὑπάρχουσι τόσα ἐκτύλιγματα μερικὰ καὶ διάφορα ἀλλήλων, ὅσας τιμὰς ἐμφαίνει τὸ περὶ οὗ λόγος ῥιζικὸν. Ἀλλ' ἐάν δώσωμεν τῆ x τὴν μερικὴν τιμὴν a , τὸ ῥιζικὸν ἀφανίζεται ἀφ' ὕλων τῶν ὄρων τῆς σειρᾶς, ἐν ᾧ διαμένει πάντοτε ἐν τῆ συνεκθέσει, ἐν ἣ ἀποκαθίσταται $\sqrt[x]{0^m}$. Ἄρα, ἡ σειρὰ ἀδύνατον πλέον τότε παραστήσαι τὴν συνέκθεσιν· διότι, αὕτη μὲν ἔχει πλείονας τιμὰς, ἡ δὲ σειρὰ ἠθελὲν ἔχει μίαν μόνην. Ἡ ἀνάλυσις διαλύει τὴν ἀντίφασιν ταύτην δίδουσα τιμὰς ἀπείρους εἰς τοὺς ὄρους τῆς σειρᾶς, μὴ παρουσιαζούσης πλέον ἐξαγόμενον ὠρισμένον.

Τὸ ἐκτύλιγμα τῆς $\Sigma(x)$, κατὰ τὴν προκειμένην περίπτωσιν, πρέπει νὰ περιέχῃ ὄρους εἰς 0^m . Ἐφρίσκομεν δὲ αὐτὸ καθιστῶντες ἐν τῆ τεθείσῃ συνεκθέσει $x = a - \theta$, καὶ ἀνα-

πτώσσοντες τὴν $\Sigma(x \rightarrow 0)$. Αἱ κλασματικαὶ δυνάμεις τῆς 0 ἐμφανισθῆσονται ἐν τῷ τελευταίῳ τούτῳ ἐκτύλιγματι.

112. Ἐστω, π. χ., ἡ συνέκθεσις

$$\Sigma(x) = 2ax - x^2 + a\sqrt{x^2 - a^2},$$

δίδουσα

$$\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x} = 2(a - x) + \frac{ax}{\sqrt{x^2 - a^2}},$$

$$\frac{\delta^2 \Sigma(x)}{\delta x^2} = -2 + \frac{a}{\sqrt{x^2 - a^2}} - \frac{ax^2}{(x^2 - a^2)^{3/2}},$$

κ. τ. ἐ.

Καθιστῶντες $x = a$, λαμβάνομεν $\Sigma(x) = a^2$. οἱ δὲ διαφορικοὶ συντελεσταὶ πασῶν τῶν τάξεων καθίστανται ἄπειροι. Ἡ περίπτωση αὕτη καταδείκνυσιν ὅτι τὸ ἐκτύλιγμα τῆς $\Sigma(x \rightarrow 0)$ πρέπει ἐνταῦθα νὰ περιέχῃ δυνάμεις κλασματικὰς τῆς 0, ὅταν $x = a$. Ἐῶ ὄντι, ἡ συνέκθεσις τότε καθίσταται

$$\Sigma(a \rightarrow 0) = a^2 - 0^2 + a\sqrt{0}\sqrt{2a \cdot 0},$$

ἧς τὸ ἐκτύλιγμα κατὰ τὰς δυνάμεις τῆς 0 περιέχει ὅρους $0^{1/2}, 0^1, 0^3, \dots$

113. Παρατηρητέον ὅμως ὅτι, ῥιζικὸν περιεχόμενον ἐν τῇ συνέκθεσι $\Sigma(x)$ ἀφανίζεται δυοὶ τρόποις διαφόροις διδομένης τῇ μεταβλητῇ x τιμῆς μερικῆς. 1^{ον} μηδενίζομένης τῆς ὑποῤῥίζου ποσότητος. 2^{ον} μηδενίζομένου παράγοντός τινος ἐκτὸς τοῦ ῥιζικοῦ. Ἐν τῇ πρώτῃ περιπτώσει, τὸ κατὰ τὴν σειρὰν τοῦ Τάυλορ διδόμενον ἐκτύλιγμα δὲν ἀρμόζει εἰς τὴν συνέκθεσιν $\Sigma(x \rightarrow 0)$, διὰ τὴν θεωρουμένην μερικὴν τιμὴν τῆς x , δι' ἣν λόγον εἶδομεν ἐν § 111. Ἐν τῇ δευτέρῃ ὅμως περιπτώσει δὲν συμβαίνει τὸ αὐτό· διότι ἔκτὸς τοῦ ῥιζικοῦ παράγον, ὅστις μηδενίζεται ἐν τῇ συνέκθεσι, δύναται νὰ μὴν ὑπάρξῃ εἰς τὸ ῥιζικὸν τοῦτο ἐν ταῖς διαφορικοῖς συντελεσταῖς τῶν ἀνωτέρων τάξεων, ὥστε τὸ ῥιζικὸν δὲν ἀφανίζεται ἀπὸ τούτων· ἐπομένως ἡ σειρὰ παρουσιάζει τὴν ἀπαιτούμενον ἀριθμὸν τιμῶν. Ἄρα, ἡ σειρὰ αὕτη ἀρμόζει κατὰ τὰς περιῶν

ὁ λόγος περιπτώσεις, δίδουσα τιμὴν ὀρισμένην. Π. χ., προκειμένου λόγου περὶ τῆς συνέκθεσεως

$$\Sigma(x) = (x - a)^\mu \sqrt{x - \beta},$$

ἐν ᾧ μ εἶναι ἀριθμὸς ἀκέραιος θετικὸς, ἔχομεν

$$\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x} = \mu(x - a)^{\mu-1} \sqrt{x - \beta} + \frac{(x - a)^\mu}{2\sqrt{x - \beta}},$$

$$\frac{\delta^2 \Sigma(x)}{\delta x^2} = \mu(\mu - 1)(x - a)^{\mu-2} \sqrt{x - \beta} + \frac{\mu(x - a)^{\mu-1}}{\sqrt{x - \beta}} - \frac{(x - a)^\mu}{4(x - \beta)^{3/2}},$$

κ. τ. ἐ.

Ἐκάστη διαφορῖσις ἀφανίζει ἀπὸ τοῦ πρώτου ὅρου ἓνα τῶν ἐν $(x - a)^\mu$ παραγόντων. Μετὰ ἀριθμὸν μ διαφορίσεων, οἱ παράγοντες οὗτοι ἐκλείψουσιν ὀλοτελῶς· ἐπομένως, ἡ ὑπόθεσις $x = a$, μηδενίζουσα ἅπαντας τοὺς διαφορικοὺς συντελεστάς τῶν μ πρώτων τάξεων, ἀφήσει τὸ ῥιζικὸν $\sqrt{x - \beta}$ ἐν ἅπασι τοῖς λοιποῖς.

114. ΠΕΡΙ ΔΙΟΡΙΣΜΟΥ ΤΩΝ ΜΕΡΙΚΩΝ ΤΙΜΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΠΑΡΟΥΣΙΑΖΟΜΕΝΩΝ ΥΠΟ ΤΑΣ ΜΟΡΦΑΣ $\frac{0}{0}, \frac{\infty}{\infty}, \infty \times 0, 1^\infty, 0^\infty, \infty^0$.

114. Αἱ προεκτεθεῖσαι γνώσεις ἐφαρμόζονται ἀμέσως πρὸς εὑρεσιν τῆς τιμῆς τῶν κλασμάτων, ὡς $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$, τὰ ὁποῖα διὰ τιμὴν τινὰ a τῆς μεταβλητῆς x , ἄγονται ὑπὸ τὴν ἀόριστον μορφήν $\frac{0}{0}$.

Ὅταν, καθ' ὑπόθεσιν, $x = a$ μηδενίζῃ ἀμφοτέρους τοὺς ὅρους $\sigma(x), \Sigma(x)$, ἡ ζητούμενη τιμὴ τοῦ κλάσματος, κατὰ τὴν περιπτώσιν ταύτην, εἶναι προφανῶς τὸ ὅριον ᾧ προσεγγίζει ὁ λόγος $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$, ὅταν x τείνῃ πρὸς τὸ ἰσωθῆναι a . Ἐνῶσα ἡ μεταβλητὴ x μένει ἀόριστος, ἀναπτυσσομέ-

γων τῶν δύο συνεκθέσεων κατὰ τὸν τοῦ Ταϋλορ τύπον, μορφοῦνται αἰείποτε ἢ ἐξίσωσις,

$$\frac{\sigma(x + \theta) = \sigma(x) + \theta\sigma'(x) + \frac{\theta^2}{2}\sigma''(x) + \frac{\theta^3}{2 \cdot 3}\sigma'''(x) + \dots}{\Sigma(x + \theta) = \Sigma(x) + \theta\Sigma'(x) + \frac{\theta^2}{2}\Sigma''(x) + \frac{\theta^3}{2 \cdot 3}\Sigma'''(x) + \dots}$$

ὑποθέσωμεν πρῶτον, ὅτι αἱ δύο σειραὶ δὲν πίπτουσιν, ὅταν δώσωμεν τῇ x τὴν μερικὴν τιμὴν α, εἰς τὰς ἐξαιρετικὰς περιπτώσεις περὶ ὧν ὁμιλήσαμεν ἐν ἀρθ. II'. Φανερόν ὅτι ἐξομεν τὴν ζητούμενην τιμὴν καθιστῶντες πρῶτον x = α, εἶτα δὲ ἐρευνῶντες ὁποῖον τὸ ὄριον πρὸς θ τείνει τὸ δεύτερον μέλος, ὅταν θ τείνη πρὸς τὸ κατασταθῆναι ἴση μηδενί. Ἐπειδὴ σ(α) καὶ Σ(α) εἰσὶ, καθ' ὑπόθεσιν, μηδέν, δῆλον ὅτι τὸ ὄριον τοῦτο εἶναι

$$\frac{\sigma'(α)}{\Sigma'(α)}$$

ἤτοι, ὁ λόγος τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν ἢ συνεκθέσεων παραγομένων τῆς πρώτης τάξεως τῶν συνεκθέσεων σ(x) καὶ Σ(x), ἐν αἷς ἐτέθη x = α.

Ἐὰν ἡ τιμὴ x = α μηδενίζῃ ἀμφοτέρους τούτους τοὺς διαφορικοὺς συντελεστὰς τῆς πρώτης τάξεως, τότε, διὰ τοῦ αὐτοῦ συλλογισμοῦ εὐρίσκομεν ὅτι ἡ ζητούμενη τιμὴ ἔσται

$$\frac{\sigma''(α)}{\Sigma''(α)}$$

Καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς, λαμβάνοντες πάντοτε ὡς τιμὴν τοῦ τεθέντος κλάσματος τὸ πηλίκον τῶν δύο διαφορικῶν συντελεστῶν, πρῶτον μὴ μηδενιζομένων συγχρότως τῇ τιμῇ x = α.

Ἄλλ' ἐὰν ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς ὅστις πρῶτος δὲν μηδενίζεται ἐν τῷ ἀριθμητῇ, δὲν εἶναι ἁμοαγῆς πρὸς τὴν διαφορικὸν συντελεστὴν πρῶτον μὴ μηδενιζόμενον ἐν τῷ παρονομαστῇ, φανερόν ὅτι ἡ ζητούμενη τιμὴ ἔσται 0 ἢ ∞ ἢται

μηδέν ἢ ἀπειρον, καθ' ὅσον ὁ ἀριθμὸς τῶν ἐν τῷ ἀριθμητῇ μηδενιζομένων ὄρων μεζῶν εἶναι ἢ ἐλάσσων τοῦ ἀριθμοῦ τῶν ἐν τῷ παρονομαστῇ μηδενιζομένων ὄρων.

115. Τεθείσθω ἤδη ὅτι, ἀμφότεραι αἱ συνεκθέσεις σ(x), Σ(x), ἢ ἡ ἑτέρα τούτων, δὲν ἀναπτύσσονται κατὰ τὰς ἀκεραίας τῆς θ δυνάμεις, ὅταν x = α. Ὡς ἐν ἀρθρ. II' εἶδομεν, ὁ προηγούμενος κανὼν δὲν ἐφαρμόζεται πλέον. Τότε,

πρὸς εὔρεσιν τῆς τιμῆς τοῦ κλάσματος $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$, ἀναπτύσσο-

μεν ἀμφοτέρους τοὺς ὄρους τοῦ $\frac{\sigma(α + \theta)}{\Sigma(α + \theta)}$, κατὰ σειρὰς

περιεχοῦσας δυνάμεις ἀρνητικὰς ἢ κλασματικὰς τῆς θ· εἶτα καθιστῶμεν θ = 0, ἀφοῦ ἐξαλείψωμεν τὸν κοινὸν παράγοντα ἀπὸ τε τοῦ ἀριθμητοῦ καὶ τοῦ παρονομαστοῦ.

116. Ἐστω, π. χ., τὸ κλάσμα

$$\frac{x - x^{v+1}}{1 - x}$$

οὗτινος ζητεῖται ἡ τῇ x = 1 συστοιχοῦσα τιμὴ. Ὁ λόγος τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν τῆς πρώτης τάξεως τῶν δύο ὄρων εἶναι

$$\frac{1 - (v + 1)x^v}{-1}$$

Καθιστῶντες δὲ x = 1, εὐρίσκομεν v. Τῷ ὄντι, ἡ τεθείσα συνέκθεσις εἶναι τὸ ἄθροισμα τῶν ὄρων τῆς προόδου

$$\therefore x : x^2 : x^3 : x^4 : x^5 : \dots : x^v.$$

117. Ἐστω προσέτι τὸ κλάσμα

$$\frac{1 - (v + 1)x^v + vx^{v+1}}{(1 - x)^2}$$

ὑπερ εἶναι ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς τῆς πρώτης τάξεως τοῦ προηγούμενου ἑπομένως τὸ ἄθροισμα τῶν ὄρων τῆς σειρᾶς

$$1 + 2x + 3x^2 + 4x^3 + 5x^4 + \dots + vx^{v-1}.$$

Ο λόγος τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν τῶν δύο ἔρων εἶναι,

$$\frac{-v(v+1)x^{v-1} - v(v+1)x^v}{-2(1-x)}$$

Ἐπειδὴ δὲ ἀποκαθίσταται 0 ὅταν $x = 1$, ληπτέον τὸν λόγον τῶν δευτεροταγῶν διαφορικῶν συντελεστῶν,

$$\frac{-(v-1)v(v+1)x^{v-2} - v^2(v+1)x^{v-1}}{2}$$

ὅθεν, ποιῶντες $x = 1$, συνάγομεν τὴν ζητούμενην τιμὴν

$$\frac{v(v+1)}{2}$$

118. Τεθείσθω ἤδη ὅτι ζητεῖται ἡ τῆ $x = a$ συστοιχοῦσα τιμὴ τῆς συνεκθέσεως

$$\frac{\sqrt{x} - \sqrt{a} + \sqrt{x-a}}{\sqrt{x^2 - a^2}}$$

Ἐπειδὴ ὁ τε ἀριθμητὴς καὶ ὁ παρονομαστὴς δὲν ἀναπτύσσονται κατὰ τὰς ἀκεραίας τῆς 0 δυνάμεις, ὅταν θέσωμεν $a + 0$ ἀντὶ x (διότι οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ τῶν ἔρων τούτων ἀποκαθίστανται ἄπειροι τῆ $x = a$), κατὰ § 115, καθιστῶμεν $x = a + 0$ καὶ ἔχομεν

$$\frac{\sqrt{a+0} - \sqrt{a} + \sqrt{0}}{\sqrt{0} \cdot \sqrt{2a+0}}$$

Ἀναπτύσσοντες δὲ κατὰ τὰς δυνάμεις τῆς 0, εἴτα ἐξαλείφοντες τὸν παράγοντα $\sqrt{0}$ κοινὸν τοῖς ἔροις τοῦ κλάσματος, λαμβάνομεν

$$\frac{1 + \frac{\sqrt{0}}{2\sqrt{a}} - \dots}{\sqrt{2a} + \frac{0}{2\sqrt{2a}} - \dots}$$

Τέλος, εὐρίσκομεν, καθιστῶντες $0 = 0$, τὴν ζητούμενην τιμὴν

$$\frac{1}{\sqrt{2a}}$$

119. Τῶν ἐξαγομένων τούτων εὐκόλως δίδεται λόγος διὰ τῆς Γεωμετρίας (Σχ. 26). Ἐστω προτεθὲν τὸ κλάσμα $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$. Ἐστῶσαν δὲ MN' καὶ MN αἱ καμπύλαι, ὑπὸ τῶν ἐξισώσεων ἀμφοτέρως $\psi = \sigma(x)$, $\psi = \Sigma(x)$, δηλοῦμεναι.

Τὸ κλάσμα τοῦτο ἐμφαίνει τὴν τιμὴν τοῦ λόγου $\frac{MN'}{MN}$ τῶν

τεταγμένων ἀμφοτέρων τῶν καμπύλων συστοιχουσῶν τῆ αὐτῆ τετραμηνῆ $x = \Lambda\Pi$. Ἐπειδὴ αἱ συνεκθέσεις $\sigma(x)$ καὶ $\Sigma(x)$ μηδενίζονται τῆ $x = a$, δῆλον ὅτι αἱ καμπύλαι τέμνουσιν ἀλλήλας κατὰ τὸ αὐτὸ σημεῖον τοῦ ἄξονος τῶν x ἐν ἀποστάσει ἀπὸ τῆς ἀρχῆς $\Lambda M = a$. Ἄρα, ζητῆσαι τὴν τιμὴν

τοῦ κλάσματος $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$ ὅταν $x = a$, εἶναι τὸ αὐτὸ ζη-

τῆσαι τὸ ὄριον πρὸς ὃ τείνει ὁ λόγος τῶν δύο τεταγμένων MN' , MN , ὅταν τὸ ἀπόστημα $M\Pi$ τείνη πρὸς τὸ κατασταθῆναι μηδέν. Ἀλλὰ τὸ ὄριον τοῦτο εἶναι προδήλως ὁ λόγος τῶν δύο τριγώνωμετρικῶν ἐφαπτομένων τῶν σχηματιζομένων γωνιῶν πρὸς τὸν ἄξονα τῶν x ὑπὸ τῶν ἐφαπτομένων τῶν

δύο καμπύλων κατὰ τὸ σημεῖον M , ἧτοι $\frac{\sigma'(a)}{\Sigma'(a)}$.

Ὅταν οἱ δύο διαφορικοὶ συντελεσταὶ $\sigma'(x)$, $\Sigma'(x)$, μηδενίζονται τῆ τιμῆ $x = a$, ἀμφοτέραι αἱ καμπύλαι ἀπτόνται τοῦ ἄξονος τῶν x κατὰ τὸ σημεῖον M . Τὸ ὄριον τοῦ λόγου τῶν τεταγμένων δίδεται τότε ὑπὸ τῆς τιμῆς $\frac{\sigma''(a)}{\Sigma''(a)}$,

διότι ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς τῆς δευτέρας τάξεως εἶναι ἀνάλογος τῆ ἀποστάματι καθ' ὃ ἡ καμπύλη ἀποχωρεῖ τοῦ ἄξονος τῶν τετραμηνῶν ἐν διαστήματι ἀπειροσθημορίῳ ἐπὶ

τοῦ ἄξονος τούτου καθόσον προβαίνομεν ἀπὸ τοῦ σημείου τῆς ἐπαφῆς.

120. Ὁ ἐν § 114 κανὼν ἐφαρμόζεται ἐπίσης πρὸς εὐρεσιν τῆς τιμῆς κλάσματος, ὡς $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$, ὅπερ τῆ μερικῆ τιμῆ $x = a$, ἄγεται ὑπὸ τὴν μορφήν $\frac{\infty}{\infty}$. Πρὸς δεῖξιν γραπτέον·

$$\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)} = \frac{\frac{1}{\Sigma(x)}}{\frac{1}{\sigma(x)}}$$

Ὅταν $x = a$, τὸ δεύτερον μέλος ἀποκαθίσταται $\frac{0}{0}$. Ἄρα, εὐρίσκομεν τὴν ἀληθῆ τιμὴν αὐτοῦ Λ , καθιστῶντες $x = a$ ἐν τῷ νέῳ κλάσματι·

$$\frac{\frac{\Sigma'(x)}{\Sigma(x)^2}}{\frac{\sigma'(x)}{\sigma(x)^2}} = \frac{\Sigma'(x)}{\sigma'(x)} \times \frac{\sigma(x)^2}{\Sigma(x)^2}$$

Ἐπομένως ἔχομεν·

$$\Lambda = \frac{\Sigma'(a)}{\sigma'(a)} \Lambda^2, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \Lambda = \frac{\sigma'(a)}{\Sigma'(a)}$$

Τὸν κανόνα τούτον ἐφαρμόζοντες ἐπὶ τῶν ποσοτήτων

$$x^v \log x, \quad \frac{\log x}{x^v}$$

ῶν τὴν πρώτην θεωρητέον ὡς τὸ πηλίκον τοῦ $\log x$ διὰ $\frac{1}{x^v}$, εὐρίσκομεν, ὑποθέτοντες v θετικόν,

$$x^v \log x = -\frac{x^v}{v} = 0, \quad \delta\iota\acute{\alpha} \quad x = 0,$$

$$\frac{\log x}{x^v} = \frac{1}{vx^v} = 0, \quad \delta\iota\acute{\alpha} \quad x = \infty.$$

121. Ἐάν, τῆ τιμῆ $x = a$, τὸ γινόμενον

$$\sigma(x) \cdot \Sigma(x)$$

καθίσταται $0 \times \infty$, τότε παρατηρητέον ὅτι·

$$\sigma(x) \cdot \Sigma(x) = \frac{\sigma(x)}{\frac{1}{\Sigma(x)}} = \frac{0}{0}, \quad \delta\tau\alpha\nu \quad x = a.$$

Καταντῶμεν οὕτως ἐν τῆ πρώτῃ περιπτώσει, καὶ εὐρίσκομεν τὴν ἀληθῆ τιμὴν Λ τοῦ γινομένου·

$$\Lambda = -\frac{\Sigma(a)^2 \cdot \sigma'(a)}{\Sigma'(a)}$$

Ἐστω π, χ ἡ συνέκθεσις

$$(1 - x) \epsilon\phi\left(\frac{1}{2} \pi x\right),$$

ἣτις, ὅταν $x = 1$, καθίσταται $0 \times \infty$. Παρατηρητέον ὅτι αὕτη τίθεται ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{1 - x}{\sigma\upsilon\nu\epsilon\phi\left(\frac{1}{2} \pi x\right)}$$

ἰσοῦται δὲ $\frac{2}{\pi}$, ὅταν $x = 1$, κατὰ τὸν γνωστὸν κανόνα.

122. Ἐνίοτε αἱ ζητούμεναι τιμαὶ τινῶν συνεκθέσεων παρουσιάζονται καὶ ὑπὸ ἑτέρας μορφῆς. Ἐστω, π, χ , ὅτι πρόκειται περὶ συνεκθέσεως ὡς $\Sigma(x)^{\sigma(x)}$, ἣτις διὰ τινὰ μερικὴν τιμὴν τῆς μεταβλητῆς x , ἄγεται εἰς τινὰ ἀόριστον μορφήν, ὡς $1^\infty, \infty^0, 0^0$. Λαμβάνομεν τὸν λογάριθμον αὐτῆς καὶ ἔχομεν

$$\sigma(x) \cdot \log \Sigma(x).$$

Ἄρα, εἰ δυνάμεθα εἶρεσαι, διὰ τῶν προαποδοθέντων κανόνων, τὴν ἀληθῆ τιμὴν τοῦ λογαρίθμου τούτου, συνάγομεν ἀμέσως τὴν τῆς προτεθείσης συνεκθέσεως.

123. Ἐπιπονται διάφορα παραδείγματα ζητουμένων τιμῶν συνεκθέσεων, πρὸς ἐφαρμογὴν τῶν διαφόρων τούτων κανόνων.

$$\left. \begin{array}{l} 1) \frac{x^{v-1}}{x^v}, \\ 2) \frac{\eta \mu x}{x^v}, \\ 3) \frac{\lambda(1+x)}{x^v}, \end{array} \right\} \begin{array}{l} \text{Ἡ τιμὴ ἐλάχιστης τῶν συνεκθέσεων} \\ \text{τούτων, ἐν αἷς ν δηλοῖ ἀριθμὸν θετι-} \\ \text{κόν, εἶναι ὅταν } x = 0, \frac{1}{0}, \text{ ἢ } 1, \text{ ἢ } 0, \\ \text{ἐφ' ὅσον ἔχομεν} \\ \nu > 1, \text{ ἢ } \nu = 1, \text{ ἢ } \nu < 1. \end{array}$$

$$4) \frac{1 - \sigma \upsilon \nu x}{x^v}. \text{ Ὅταν } x = 0, \text{ ἡ ἐπιτομένη τιμὴ ἔσε-} \\ \text{ταί } \frac{1}{0}, \frac{1}{2}, \text{ ἢ } 0, \text{ ἐφ' ὅσον } \nu > 2, = 2, \text{ ἢ } < 2.$$

$$5) \frac{a^x - b^x}{x} = \lambda a - \lambda b = \lambda \left(\frac{a}{b} \right), \quad (x = 0).$$

$$6) \frac{1 - \eta \mu x + \sigma \upsilon \nu x}{\eta \mu x + \sigma \upsilon \nu x - 1} = 1, \quad (x = 90^\circ).$$

$$7) \frac{x^x - x}{1 - x + \lambda x} = -2, \quad (x = 1).$$

$$8) \frac{ax^2 - 2ax + ay^2}{bx^2 - 2bx + by^2} = \frac{a}{b}, \quad (x = y).$$

$$9) \frac{a - x - a\lambda x + a\lambda x}{a - \sqrt{2ax - x^2}} = -1, \quad (x = a).$$

$$10) \frac{x^3 - b^3}{4(x - b)} = \frac{3}{4} b^2, \quad (x = b).$$

$$11) \frac{x^3 - 3x + 2}{x^3 - 6x^2 + 8x - 3} = \frac{1}{0}, \quad (x = 1).$$

$$12) \frac{(x^2 - 3ax + 2a^2)^2}{(x^2 - a^2)^2} = 0, \quad (x = a).$$

$$13) \frac{x^3 - 4ax^2 + 7a^2x - 2a^3 - 2a^2 \sqrt{2ax - a^2}}{x^2 - 2ax - a^2 + 2a \sqrt{2ax - a^2}} = 5a, \quad (x = a).$$

$$14) \frac{(x^2 - a^2)^2}{(x - a)^2} = (2a)^2, \quad (x = a).$$

$$15) \frac{\epsilon \phi \left(\frac{\pi}{2} \cdot \frac{x}{a} \right)}{x^2} = -\frac{4a}{\pi} \quad (x = a).$$

$$16) \frac{a^x}{x} = \infty, \quad (x = \infty, \text{ ἐὰν } a > 1).$$

$$17) x^{\frac{1}{x}} = 1, \quad (x = \infty).$$

$$18) \frac{\lambda \log x}{x} = 0, \quad (x = \infty).$$

$$19) x \log x = 0, \quad (x = 0).$$

$$20) x^x = 1, \quad (x = 0).$$

$$21) (\sigma \upsilon \nu \mu x)^{\frac{1}{x}} = 1, \quad (x = 0).$$

$$22) (1 + x)^{\frac{1}{x}} = e, \text{ [17]}, \quad (x = 0).$$

$$23) x e^{\frac{1}{x}} = \infty, \quad (x = 0).$$

$$24) \frac{e^x - e^{-x}}{\eta \mu x} = 2, \quad (x = 0).$$

$$25) \frac{\eta \mu^2 x}{x} = 0, \quad (x = 0).$$

$$26) \frac{e^x - e^{-x} - 2x}{x - \eta \mu x} = 2, \quad (x = 0).$$

$$27) \frac{\sigma \upsilon \nu \epsilon \phi x}{\sigma \upsilon \nu \delta x} = 1, \quad (x = 0).$$

$$28) \frac{\lambda \left(\frac{1}{x} \right)}{\sigma \upsilon \nu \epsilon \phi x} = 0, \quad (x = 0).$$

29) $\frac{\lambda x}{\theta^x} = 0, \quad (x = \infty).$

30) $\frac{a^{x-1} - 1}{\lambda(5-x)} = -\lambda a, \quad (x = 4).$

31) $\frac{\sqrt[3]{x^2-1} - \sqrt{x-1}}{(x-1) + \sqrt{x^2+2x-3}} = \sqrt[3]{\frac{1}{2}}, \quad (x = 1).$

32) $\frac{\lambda x}{\eta \mu(x-1)} = 1, \quad (x = 1).$

33) $\frac{1-x+\lambda x}{1-\sqrt{2x-x^2}} = 1, \quad (x = 1).$

34) $x^{\frac{1}{1-x}} = \frac{1}{c}, \quad (x = 1).$

35) $(Ax^\mu + Bx^{\mu-1} + \dots + T)^{\frac{1}{x}} = 1, \quad (x = \infty).$

36) $x^v e^{-x} = \frac{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots v}{e^x} = 0, \quad (x = \infty).$

37) $\frac{x + \sigma \nu x}{x - \eta \mu x} = 1, \quad (x = \infty).$

II'. ΠΕΡΙ ΑΝΑΠΤΥΞΕΩΣ ΤΩΝ ΑΙΔΙΩΝ ΣΥΝΕΚΦΡΑΣΕΩΝ ΜΙΑΣ ΜΕΤΑΒΛΗΤΗΣ.

124. Συνέκφρασις x^μ .

Ἐν § 69 εὔρομεν ἐν γένει

$\frac{\delta^v x^\mu}{\delta x^v} = \mu(\mu-1)(\mu-2)(\mu-3) \dots (\mu-v+1)x^{\mu-v}.$

Ὅθεν μορφοῦμεν τὴν ἀνεπτυγμένην ἐκθεσιν

$(x + \theta)^\mu = x^\mu + \mu x^{\mu-1} \theta + \frac{\mu(\mu-1)}{2} x^{\mu-2} \theta^2 + \dots$
 $\dots + \frac{\mu(\mu-1) \dots (\mu-v+2)}{1 \cdot 2 \dots (v-1)} x^{\mu-v+1} \theta^{v-1} + \dots$

Ἡ σειρά αὕτη εἶναι προσχωροῦσα ὅταν $\frac{\theta}{x} < 1$, μὴ λαμβανομένων ὑπ' ὄψιν τῶν σημείων. Διαιροῦντες ἀμφότερα τὰ μέλη διὰ x^μ , εἶτα γράφοντες x ἀντὶ $\frac{\theta}{x}$, λαμβάνομεν

$(1 + x)^\mu = 1 + \mu x + \frac{\mu(\mu-1)}{2} x^2 + \frac{\mu(\mu-1)(\mu-2)}{2 \cdot 3} x^3 + \dots$
 $\dots + \frac{\mu(\mu-1) \dots (\mu-v+2)}{2 \cdot 3 \dots (v-1)} x^{v-1} + \dots$

Ἡ σειρά ἐκτεινομένη ἐπ' ἄπειρον ἔσεται προσχωροῦσα ὅταν $x < 1$. Κατὰ τὰ προηγούμενα, οἷοςδήποτε εἶναι ὁ δείκτης μ , συνάγομεν τὴν ἀπόδειξιν τοῦ τύπου τοῦ διωνύμου.

125. Συνέκφρασις λογαριθμικῆ $\log x$.

Κατὰ § 70 ἔχομεν ἐν γένει

$\frac{\delta^v \log x}{\delta x^v} = \pm \log e \frac{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots (v-1)}{x^v},$

λαμβανομένου ἐναλλάξ τοῦ ἀνωτέρου καὶ τοῦ κατωτέρου σημείου καθ' ὅσον v εἶναι περιττὸς ἢ ἄρτιος. Ὑπομένως μορφοῦμεν τὴν τιμὴν τοῦ $\log(x + \theta)$.

$\log(x + \theta) = \log x + \log e \left(\frac{\theta}{x} - \frac{\theta^2}{2x^2} + \frac{\theta^3}{3x^3} - \dots \pm \frac{\theta^v}{vx^v} \right),$

κατὰ τὸν τύπον τοῦ Τάυλορ. Τὸν λογάριθμον ὑπεθέσαμεν ἀνήκοντα τῷ τυχόντι συστήματι ὅταν λάβωμεν αὐτὸν ἐν τῷ νεπεριανῷ, τότε καθιστῶμεν $\log e = 1$.

Όταν $x = 1$, θέσωμεν δὲ προσέτι x ἀντὶ 0 , λαμβάνομεν ἐκ τοῦ προηγουμένου τύπου·

$$\log(1+x) = \log e \left(x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} \dots \pm \frac{x^v}{v} \right)$$

Ἡ σειρά αὕτη εἶναι προσχωροῦσα ὅταν x περιλαμβάνηται μεταξύ $+1$ καὶ -1 .

126. Συνέκθεσις δεικτικὴ a^x .

Κατὰ § 71 ἔχομεν ἐν γένει $\frac{\delta^v a^x}{\delta x^v} = (\lambda a)^v a^x$.

Ἐπομένως συνάγομεν

$$a^{x+0} = a^x \left(1 + \lambda a \cdot 0 + \frac{(\lambda a)^2}{2} 0^2 + \frac{(\lambda a)^3}{2 \cdot 3} 0^3 + \dots + \frac{(\lambda a)^v}{2 \cdot 3 \dots v} 0^v \right)$$

Διαιροῦντες διὰ a^x , εἶτα γράφοντες x ἀντὶ 0 , λαμβάνομεν

$$a^x = 1 + \lambda a \cdot x + \frac{(\lambda a)^2}{2} x^2 + \frac{(\lambda a)^3}{2 \cdot 3} x^3 + \dots + \frac{(\lambda a)^v}{2 \cdot 3 \dots v} x^v$$

Καθιστῶντες $x = 1$,

$$a = 1 + \lambda a + \frac{(\lambda a)^2}{2} + \frac{(\lambda a)^3}{2 \cdot 3} + \dots + \frac{(\lambda a)^v}{2 \cdot 3 \dots v}$$

Ἐποθέτοντες $a = e$, λαμβάνομεν

$$e^x = 1 + x + \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{2 \cdot 3} + \frac{x^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \dots + \frac{x^v}{2 \cdot 3 \cdot 4 \dots v}$$

σειρὰν ἀείποτε προσχωροῦσαν. Ὅταν $x = 1$, εὐρίσκομεν καὶ αὐθις τὴν [17] ἐκθεσιν τῆς βάσεως e τοῦ νεπεριανῶν συστήματος.

127. Συνεκθέσεις τριγωνομετρικαὶ $\eta\mu x$ καὶ $\sigma\upsilon\nu x$.
Κατὰ § 72 ἔχομεν·

$$\frac{\delta^v \eta\mu x}{\delta x^v} = \eta\mu \left(x + \frac{v\pi}{2} \right), \quad \frac{\delta^v \sigma\upsilon\nu x}{\delta x^v} = \sigma\upsilon\nu \left(x + \frac{v\pi}{2} \right)$$

Ἐπομένως,

$$\eta\mu(x+0) = \eta\mu x + 0 \sigma\upsilon\nu x - \frac{\theta^2}{2} \eta\mu x - \frac{\theta^3}{2 \cdot 3} \sigma\upsilon\nu x + \dots + \frac{\theta^v}{2 \cdot 3 \dots v} \eta\mu \left(x + \frac{v\pi}{2} \right)$$

$$\sigma\upsilon\nu(x+0) = \sigma\upsilon\nu x - 0 \eta\mu x - \frac{\theta^2}{2} \sigma\upsilon\nu x + \frac{\theta^3}{2 \cdot 3} \eta\mu x + \dots + \frac{\theta^v}{2 \cdot 3 \dots v} \sigma\upsilon\nu \left(x + \frac{v\pi}{2} \right)$$

Αἱ σειραὶ αὗται εἰσὶν ἀείποτε προσχωροῦσαι οἰαιδήποτε ἀν ὦσιν αἱ x καὶ 0 . Ἐὰν θέσωμεν $x = 0$, εἶτα γράψωμεν x ἀντὶ 0 , λαμβάνομεν·

$$\eta\mu x = x - \frac{x^3}{2 \cdot 3} + \frac{x^5}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5} - \frac{x^7}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7} + \dots$$

$$\sigma\upsilon\nu x = 1 - \frac{x^2}{2} + \frac{x^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} - \frac{x^6}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6} + \dots$$

128. Αἱ σειραὶ αὗται, ὑπὸ τοῦ ΝΕΥΤΩΝΟΣ δοθεῖσαι, εἰσὶν ἀκριβεῖς οἰαιδήποτε εἶναι ἢ μεταβλητὴ x οἰονδήποτε δὲ τὸ μέγεθος ταύτης, πάντοτε καταντῶσι προσχωροῦσαι ἐπὶ τέλους. Ἐποθέτουσι τὴν ἀκτῖνα ἴσην μονάδι· x δηλοῖ τὸν λόγον τοῦ τόξου πρὸς τὴν ἀκτῖνα τοῦ κύκλου, ἦτοι τὸν ἀφηρημένον ἀριθμὸν δηλοῦντα τὸ μήκος τοῦ τόξου εἰς τὴν περιφέρειαν ἧς ἡ ἀκτὶς $= 1$, καὶ $\eta\mu x$, $\sigma\upsilon\nu x$, δηλοῦσι τοὺς λόγους τῶν γραμμῶν πρὸς ἧς ἀναφέρονται, πρὸς τὴν αὐτὴν ἀκτῖνα. Ἐν περιπτώσει καθ' ἣν ἡ ἀκτὶς ἦθελεν εἶσθαι a ,

πρέπει νὰ καθιστῶμεν εἰς τὰ δεύτερα μέλη ἀντὶ x , $\frac{x}{a}$,

καὶ εἰς τὰ πρῶτα ἀντὶ $\eta\mu x$ καὶ $\sigma\upsilon\nu x$, $\frac{\eta\mu x}{a}$ καὶ $\frac{\sigma\upsilon\nu x}{a}$,

Ἐν ἄλλοις λόγοις, ἐνόσω ἡ ποσότης x εἶναι ὑπὸ τὰ σύμβολα $\eta\mu$, $\sigma\upsilon\nu$, $\acute{\epsilon}\phi$, κ. τ. ἐ., ἐννοητέον αὐτὴν ὡς δηλοῦσαν μοίρας· ἀλλ' ὅταν ᾖναι ἐκτὸς τῶν συμβόλων τούτων, πρέπει νὰ λαμβάνη τὴν ἀληθῆ αὐτῆς ἔκφρασιν. Εἰ ἐξακολουθοῦμεν ἐκ-

φράζειν αὐτὴν εἰς μοίρας, τότε πρέπει νὰ πολυπλασιάσωμεν τὸν ἀριθμὸν τῶν μοιρῶν ἐπὶ τὸν λόγον $\frac{\pi}{180^\circ}$. Ἐὰν παρατηρήσεις αὗται χρησιμεύουσι κατὰ τὴν ἐφαρμογὴν τῶν τύπων τούτων.

129. Λάβωμεν προσέτι ὡς παράδειγμα τὴν συνέκθεσιν

$$\psi = \text{τόξ} \acute{\epsilon}\phi x.$$

Κατὰ § 37 ἔχομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{1}{1+x^2} = \text{συν}^2 \psi.$$

Διαφορίζοντες δὲ καὶ ἔχοντες ὑπ' ὄψιν ὅτι ἐν τῷ δευτέρῳ μέλει ψ εἶναι συνέκθεσις τῆς x , λαμβάνομεν διαδοχικῶς

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = -2 \text{συν} \psi \acute{\eta}\mu \psi \frac{\delta\psi}{\delta x} = -2 \text{συν} \psi \acute{\eta}\mu \psi \text{συν}^2 \psi$$

$$= -\acute{\eta}\mu 2\psi \text{συν}^2 \psi,$$

$$\frac{\delta^3\psi}{\delta x^3} = -2 (\text{συν} 2\psi \text{συν}^2 \psi - \acute{\eta}\mu 2\psi \text{συν} \psi \acute{\eta}\mu \psi) \frac{\delta\psi}{\delta x}$$

$$= -2 \text{συν} 3\psi \text{συν}^1 \psi,$$

$$\frac{\delta^4\psi}{\delta x^4} = 2 \cdot 3 (\acute{\eta}\mu 3\psi \text{συν}^1 \psi + \text{συν} 3\psi \text{συν}^2 \psi \acute{\eta}\mu \psi) \frac{\delta\psi}{\delta x}$$

$$= 2 \cdot 3 \acute{\eta}\mu 4\psi \text{συν}^4 \psi,$$

$$\frac{\delta^5\psi}{\delta x^5} = 2 \cdot 3 \cdot 4 (\text{συν} 4\psi \text{συν}^4 \psi - \acute{\eta}\mu 4\psi \text{συν}^3 \psi \acute{\eta}\mu \psi) \frac{\delta\psi}{\delta x}$$

$$= 2 \cdot 3 \cdot 4 \text{συν} 5\psi \text{συν}^5 \psi,$$

κ. τ. ε.

Ἐπομένως

$$\text{Τόξ} \acute{\epsilon}\phi(x+\theta) = \psi + 1 \cdot \text{συν}^1 \psi \theta - \acute{\eta}\mu 2\psi \text{συν}^2 \psi \frac{\theta^2}{2} + \text{συν} 3\psi \text{συν}^3 \psi \frac{\theta^3}{3}$$

$$- 1 \cdot \acute{\eta}\mu 4\psi \text{συν}^4 \psi \frac{\theta^4}{4} + \text{συν} 5\psi \text{συν}^5 \psi \frac{\theta^5}{5} - \dots$$

Ὁ τύπος οὗτος δίδει τὴν ἐκθέσιν τοῦ τόξου, οὗτινος $x+\theta$ εἶναι ἡ ἐφαπτομένη, συνεκθέσει τοῦ τόξου οὗτινος x εἶναι ἡ ἐφαπτομένη. Ὑποθέτοντες $x=0$, λαμβάνομεν·

$$\text{Τόξ} \acute{\epsilon}\phi \theta = 0 - \frac{\theta^3}{3} + \frac{\theta^5}{5} - \frac{\theta^7}{7} + \frac{\theta^9}{9} - \dots$$

Ἐκ τοῦ τύπου τούτου, ὑπὸ ΛΕΪΒΝΙΤΙΟΥ δοθέντος, παράγεται τῇ ὑποθέσει $\theta=1$, ἀξιοπαρατήρητὸς τις ἐκφρασίς τοῦ λόγου τῆς διαμέτρου πρὸς τὴν περιφέρειαν· ἴσται

$$\frac{1}{2} \pi = 1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \frac{1}{7} + \frac{1}{9} - \dots$$

ΙΣΤ'. ΕΠΕΚΤΑΣΙΣ ΤΟΥ ΤΥΠΟΥ ΤΟΥ ΤΑΪΛΟΡ ΕΠΙ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΕΚ ΠΛΕΙΟΝΩΝ ΜΕΤΑΒΛΗΤΩΝ ΣΥΓΚΡΟΤΟΥΜΕΝΩΝ.

130. Ἐστω ἡ συνέκθεσις

$$\omega = \sigma(x, \psi),$$

περιεκτικὴ τῶν δύο μεταβλητῶν ἀνεξαρτήτων x, ψ . Θεωρήσω ὅτι αἱ μεταβληταὶ αὗται λαμβάνουσιν ἀμοιβαίως τὰς τιμὰς $x+\theta, \psi+\tau$, πρόκειται δὲ μορφῶσαι τὸ ἐκτύλιγμα τῆς τιμῆς ἣν λαμβάνει ἡ συνέκθεσις $\sigma(x+\theta, \psi+\tau)$, διατεταγμένον κατὰ τὰς δυνάμεις τῶν ποσοτήτων θ καὶ τ .

Πρὸς τοῦτο, καθιστῶμεν $\theta = a\xi, \tau = a\eta$. Θεωροῦντες δὲ τὴν ποσότητα $\sigma(x+\xi, \psi+\eta)$ ὡς συνέκθεσιν τοῦ οἰουδήποτε ἀριθμοῦ a , γράφομεν

$$\Sigma(a) = \sigma(x+\xi, \psi+\eta).$$

Κατὰ τὸ ἐν § 104 θεώρημα, ἡ $\Sigma(a)$ ἀναπτύσσεται κατὰ τὰς δυνάμεις τῆς a . Λοιπὸν, λαμβάνομεν ἀλλήλοδιαδόχως τοὺς διαφορικοὺς συντελεστάς τῶν διαφορῶν τάξεων τῆς $\Sigma(a)$, ὧν αἱ ἐκθέσεις εἰσὶν·

$$\Sigma'(a) = \frac{\delta\sigma}{\delta x} \xi + \frac{\delta\sigma}{\delta\psi} \eta,$$

$$\Sigma''(a) = \frac{\delta^2\sigma}{\delta x^2} \xi^2 + 2 \frac{\delta^2\sigma}{\delta x \delta\psi} \xi \eta + \frac{\delta^2\sigma}{\delta\psi^2} \eta^2,$$

$$\Sigma'''(a) = \frac{\delta^3\sigma}{\delta x^3} \xi^3 + 3 \frac{\delta^3\sigma}{\delta x^2 \delta\psi} \xi^2 \eta + 3 \frac{\delta^3\sigma}{\delta x \delta\psi^2} \xi \eta^2 + \frac{\delta^3\sigma}{\delta\psi^3} \eta^3,$$

$$\Sigma^v(a) = \frac{\delta^v\sigma}{\delta x^v} \xi^v + v \frac{\delta^v\sigma}{\delta x^{v-1} \delta\psi} \xi^{v-1} \eta + \dots + \frac{\delta^v\sigma}{\delta\psi^v} \eta^v,$$

γράφοντες πρὸς συντομίαν, σ ἀντὶ $\sigma(x-a\xi, \psi-a\eta)$. Εἶτα καθιστῶμεν ἐν ταῖς τιμαῖς τῶν συντελεστῶν τούτων $a=0$, καὶ ἔχομεν·

$$\Sigma'(0) = \frac{\delta\omega}{\delta x} \xi + \frac{\delta\omega}{\delta\psi} \eta,$$

$$\Sigma''(0) = \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \xi^2 + 2 \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta\psi} \xi \eta + \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2} \eta^2,$$

$$\Sigma'''(0) = \frac{\delta^3\omega}{\delta x^3} \xi^3 + 3 \frac{\delta^3\omega}{\delta x^2 \delta\psi} \xi^2 \eta + 3 \frac{\delta^3\omega}{\delta x \delta\psi^2} \xi \eta^2 + \frac{\delta^3\omega}{\delta\psi^3} \eta^3,$$

Ἄρα, κατὰ τὴν ἐν τῷ ῥηθέντι χωρίῳ μέθοδον, ἔχομεν·

$$\Sigma(a) = \omega + \frac{\delta\omega}{\delta x} \xi \left| a + \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \xi^2 \left| \frac{a^2}{2} + \frac{\delta^3\omega}{\delta x^3} \xi^3 \left| \frac{a^3}{2.3} + \dots \right. \right. \right. \\ \left. + \frac{\delta\omega}{\delta\psi} \eta \right| + 2 \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta\psi} \xi \eta \left| + 3 \frac{\delta^3\omega}{\delta x^2 \delta\psi} \xi^2 \eta \left| \right. \right. \\ \left. + \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2} \eta^2 \right| + 3 \frac{\delta^3\omega}{\delta x \delta\psi^2} \xi \eta^2 \left| \right. \\ \left. + \frac{\delta^3\omega}{\delta\psi^3} \eta^3 \right|$$

ἢ, θέτοντες θ ἀντὶ $a\xi$ καὶ τ ἀντὶ $a\eta$ (ὅπερ τὸ αὐτὸ ὑποθέσαι $a=1, \xi=0, \eta=\tau$).

$$\sigma(x+\theta, \psi+\tau) =$$

$$\omega + \frac{\delta\omega}{\delta x} \theta + \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{2} + \frac{\delta^3\omega}{\delta x^3} \frac{\theta^3}{2.3} + \frac{\delta^4\omega}{\delta x^4} \frac{\theta^4}{2.3.4} + \dots$$

$$+ \frac{\delta\omega}{\delta\psi} \tau + \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta\psi} \theta \tau + \frac{\delta^3\omega}{\delta x^2 \delta\psi} \frac{\theta^2 \tau}{2} + \frac{\delta^4\omega}{\delta x^3 \delta\psi} \frac{\theta^3 \tau}{2.3}$$

$$+ \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2} \frac{\tau^2}{2} + \frac{\delta^3\omega}{\delta x \delta\psi^2} \frac{\theta \tau^2}{2} + \frac{\delta^4\omega}{\delta x^2 \delta\psi^2} \frac{\theta^2 \tau^2}{2.2}$$

$$+ \frac{\delta^3\omega}{\delta\psi^3} \frac{\tau^3}{2.3} + \frac{\delta^4\omega}{\delta x \delta\psi^3} \frac{\theta \tau^3}{2.3}$$

$$+ \frac{\delta^4\omega}{\delta\psi^4} \frac{\tau^4}{2.3.4}$$

Τοῦ ἐκτυλίγματος τούτου ὁ νόμος ἐστὶ σαφής. Ὁ πρῶτος ὅρος εἶναι ἡ ἀρχικὴ συνέκθεσις. Ὁ δεῦτερος, τὸ διαφορικὸν τῆς πρώτης τάξεως, πλήρες τῆς συνεκθέσεως ω , ἐν ᾧ ἐγράφη θ ἀντὶ δx καὶ τ ἀντὶ $\delta\psi$. Ὁ τρίτος, τὸ διαφορικὸν τῆς δευτέρας τάξεως τῆς αὐτῆς συνεκθέσεως, ἐν ᾧ ἐγίναν μεταλλαγαι ὅμοιαι, διὰ 2 διαιρεθέν. Ὁ τέταρτος, τὸ διαφορικὸν τῆς τρίτης τάξεως πλήρες τῆς αὐτῆς συνεκθέσεως, ἐν ᾧ ἐγίναν αἱ αὐταὶ μεταλλαγαι, διὰ 2.3 διαιρεθέν. Καὶ οὕτω καθεξῆς.

131. Ἡ προεκτεθεῖσα θεωρία ἐκτείνεται εὐκόλως καὶ ἐν περιπτώσεσι καθ' ἃς ἡ τεθεῖσα συνέκθεσις περιέχει μεταβλητὰς ἀνεξαρτήτους πλείονας ἢ δύο. Οἱ διαδοχικοὶ ὅροι τοῦ ἐκτυλίγματος εἰσὶ πάντοτε τὰ διαφορικὰ πλήρη τῶν διαφόρων τάξεων τῆς ἀρχικῆς συνεκθέσεως, ἐν οἷς τὸ ἀπειροστὸν ἐκάστης μεταβλητῆς ἀντικαθίσταται τῇ ἰδίᾳ αὐτοῦ ἀξίᾳ, διαιρεθέντα ἀμοιβαίως διὰ 1.2, 2.3, 2.3.4., κ.τ.έ.

132. Ο προηγούμενος τύπος δίδει επίσης το εκτόλιγμα τῆς συνεκθέσεως $\omega = \sigma(x, \psi)$ κατὰ τὰς δυνάμεις τῶν x καὶ ψ . Καθιστώντες ἐν αὐτῷ $x=0$ καὶ $\psi=0$, εἴτα γράφοντες x ἀντὶ θ καὶ ψ ἀντὶ τ , λαμβάνομεν τὸ ἐξαγόμενον

$$\begin{aligned} \sigma(x, \psi) = & \omega_0 + \frac{\delta\omega_0}{\delta x} x + \frac{\delta^2\omega_0}{\delta x^2} \frac{x^2}{2} + \frac{\delta^3\omega_0}{\delta x^3} \frac{x^3}{2 \cdot 3} + \dots \\ & + \frac{\delta\omega_0}{\delta \psi} \psi + \frac{\delta^2\omega_0}{\delta x \delta \psi} x\psi + \frac{\delta^3\omega_0}{\delta x^2 \delta \psi} \frac{x^2\psi}{2} \\ & + \frac{\delta^2\omega_0}{\delta \psi^2} \frac{\psi^2}{2} + \frac{\delta^3\omega_0}{\delta x \delta \psi^2} \frac{x\psi^2}{2} \\ & + \frac{\delta^3\omega_0}{\delta \psi^3} \frac{\psi^3}{2 \cdot 3} \end{aligned}$$

ἐν ᾧ $\frac{\delta\omega_0}{\delta x}, \frac{\delta\omega_0}{\delta \psi}, \frac{\delta^2\omega_0}{\delta x^2}, \dots$ δηλοῦσι τὰς τιμὰς αἱ λαμβάνουσιν ἀμοιβαίως αἱ συνεκθέσεις $\omega, \frac{\delta\omega}{\delta x}, \frac{\delta\omega}{\delta \psi}, \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}, \dots$ ὅταν ἐν αὐταῖς συγχρόνως γίνωσι $x=0, \psi=0$.

Τὰ αὐτὰ χωροῦσι καὶ πρὸς συνεκθέσεις πλειόντων μεταβλητῶν ἀνεξαρτήτων.

Κ'. ΠΕΡΙ ΜΕΓΙΣΤΩΝ ΚΑΙ ΕΛΑΧΙΣΤΩΝ ΤΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ.

133. Θεωρήσωμεν πρῶτον συνέκθεσιν τινα πραγματικῆν μιᾶς μεταβλητῆς

$$\psi = \Sigma(x)$$

φαντασθῶμεν δὲ τὸ σύνολον τῶν τιμῶν αὐτῆς, τῆς x λαμβανούσης πᾶσαν τιμὴν ἀπὸ $-\frac{1}{\delta}$ μέχρι $+\frac{1}{\delta}$. Ἐὰν αἱ τιμαὶ τῆς συνεκθέσεως ψ πρῶτον προϊῶσαι ἀυξάνουσαι μέχρι τινος εἴτα ἄρχωνται μειοῦσθαι, ἢ μείζων τῶν τιμῶν τούτων καλεῖται μέγιστος. Ἀντιστρόφως ἐὰν αἱ τιμαὶ τῆς ψ προϊῶσαι μειοῦμεναι μέχρι τινός εἴτα ἄρχωνται ἀυξάνειν, ἢ ἐλά-

σων αὐτῶν καλεῖται ἐλάχιστος. Δῆλον ὅτι, συνέκθεσίς τις δύναται μὲν ἔχειν μέγιστον οὐχὶ δ' ἐλάχιστον, ἢ ἐλάχιστον καὶ μέγιστον οὐδὲν, ἢ τέλος μέγιστα καὶ ἐλάχιστα πολλά, ἅτινα ἀναγκαίως συνακολουθοῦνται ἐναλλάξ, ἢ οὐδέν. Ἐν μέγιστον δύναται εἶναι ἕλαττον ἐνός ἐλαχίστου. Ἐν μέγιστον ἀρνητικὸν ἀποκαλισταται ἐλάχιστον ἐὰν παραληφθῇ τὸ σημεῖον αὐτοῦ· ἐπίσης ἐν ἐλάχιστον ἀρνητικὸν, θετικῶς λαμβανόμενον, ἀποκαλισταται μέγιστον. Πρόκειται ἤδη ὀρίσαι τὰς τιμὰς τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς, ἐὰν ὑπάρχωσι τοιαῦται, ἀντιστοιχοῦσας εἰς μέγιστα ἢ ἐλάχιστα τῆς συνεκθέσεως.

134. Ἐὰν ἡ τιμὴ $x = a$ συστοιχῇ μεγίστῳ τῆς πραγματικῆς συνεκθέσεως $\Sigma(x)$, φανερόν ὅτι $\Sigma(a)$ ἔσεται μείζων $\Sigma(a + 0)$ καὶ $\Sigma(a - 0)$, 0 οὔσης ποσότητος ἐλάσσονος πάντος μεγέθους δεδομένου. Ὁμοίως, ἐὰν ἡ τιμὴ a τῆς x συστοιχῇ ἐλάχιστῳ, $\Sigma(a)$ ἔσεται ἐλάσσων $\Sigma(a + 0)$ καὶ $\Sigma(a - 0)$. Τῇ παρατηρήσει ταύτῃ τὸ προκείμενον ζήτημα ἐπιλύεται εὐκόλως.

Ἀναπτύσσοντες τὰς $\Sigma(x + 0)$ καὶ $\Sigma(x - 0)$ κατὰ τὴν σειράν τοῦ Τάυλορ, ἔχομεν ἐν γένει, οἷονδήποτε εἶναι τὸ σημεῖον τῆς 0 ,

$$\Sigma(x \pm 0) = \Sigma(x) + \frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x} 0 + \frac{\delta^2\Sigma(x)}{\delta x^2} \frac{0^2}{2} + \frac{\delta^3\Sigma(x)}{\delta x^3} \frac{0^3}{2 \cdot 3} + \dots$$

Πρόκειται εὑρεῖν τὰς ἀναγκαίως συνθήκας ὅπως $\Sigma(a)$ εἴη μείζων ἢ ἐλάσσων $\Sigma(a \pm 0)$. Φανερόν ὅτι, λαμβανομένης 0 ὅσον ἔνεστι μικρᾶς, ἀποκαλιστῶμεν αείποτε τὸν τυχόντα ὅρον τῆς σειρᾶς μείζονα τοῦ ἀθροίσματος ὅλων τῶν ἀκολουθῶν αὐτοῦ. Π. χ., ὅπως ἀποκαταστήσωμεν τὸν ὅρον $\frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x} 0$ μείζονα τοῦ ἀθροίσματος ὅλων τῶν ἄλλων, γράφομεν ὡς ἐξῆς τὸ μέρος τῆς σειρᾶς, τὸ ἀπὸ τοῦ ὅρου τούτου,

$$\left[\frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x} + \frac{\delta^2\Sigma(x)}{\delta x^2} \frac{0}{2} + \frac{\delta^3\Sigma(x)}{\delta x^3} \frac{0^2}{2 \cdot 3} + \dots \right] 0.$$

Ἐπειδὴ ὅταν $0 = 0$ τὸ μέρος

$$\frac{\delta^2 \Sigma(x)}{\delta x^2} \cdot 0 + \frac{\delta^3 \Sigma(x)}{\delta x^3} \cdot \frac{0^2}{2 \cdot 3} + \dots$$

μηδενίζεται, ἐννοοῦμεν ὅτι δύναται ἀποκατασταθῆναι, λαμβανομένης τῆς 0 ὕσον ἔνεστι μικρᾶς, ἔλαττον τοῦ ὅρου $\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x}$

ἀνεξαρτήτου ὄντος τῆς 0. Τὸ αὐτὸ δεικνύεται καὶ διὰ πάντα ἕτερον ὄρον σχετικῶς πρὸς τοὺς ἐπομένους αὐτῆ.

Ἐντεῦθεν συνάγομεν 1^{ον}· ὅτι $\Sigma(a)$ ἀδύνατον εἶναι μείζων $\Sigma(a \pm 0)$ συγχρόνως, ἢ ὅταν $\frac{\delta \Sigma(a)}{\delta x}$ ᾖ μηδέν, καὶ

$\frac{\delta^2 \Sigma(a)}{\delta x^2}$ ἔχῃ τὸ σημεῖον —. 2^{ον}· ὅτι $\Sigma(a)$ ἀδύνατον

εἶναι ἐλάσσων $\Sigma(a \pm 0)$ συγχρόνως, ἢ ὅταν $\frac{\delta \Sigma(a)}{\delta x}$ ᾖ μηδέν, καὶ

$\frac{\delta^2 \Sigma(a)}{\delta x^2}$ ἔχῃ τὸ σημεῖον +.

Ἄρα, ἵνα συστοιχῆ μέγιστον ἢ ἐλάχιστον τῆ τιμῆ $x = a$, πρέπει ἡ τιμὴ αὕτη τὰ μηδενίζῃ τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς πρώτης τάξεως· ὑπάρχει δὲ μέγιστον ἢ ἐλάχιστον καθ' ὅσον ἡ αὕτη τιμὴ δίδει τὸ σημεῖον — ἢ τὸ + τῷ διαφορικῷ συντελεστῇ τῆς δευτέρας τάξεως.

135. Συμβαίνει ὅμως ἡ περὶ ἧς λόγος τιμὴ νὰ μηδενίζῃ ἀμφοτέρους τοὺς διαφορικοὺς συντελεστὰς τῶν δύο πρώτων τάξεων. Ἐν περιπτώσει τοιαύτῃ θεωρητέον τοὺς ἐπομένους ὄρους τῶν ἐκτυλιγμάτων τῆς $\Sigma(x \pm 0)$. Δι' ὁμοίου τῷ προηγουμένῳ συλλογισμοῦ δεικνύεται ὅτι, ἐὰν οἱ ὄροι

$$\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x} \cdot 0 + \frac{\delta^2 \Sigma(x)}{\delta x^2} \cdot \frac{0^2}{2}$$

ἀφανίζονται τῆ $x = a$, ἡ τιμὴ αὕτη ἀδύνατον συστοιχεῖν μεγίστῳ ἢ ἐλαχίστῳ, ἢ ὅταν ἀφανίζῃ ὁμοῦ τὸν ὄρον $\frac{\delta^3 \Sigma(x)}{\delta x^3} \cdot \frac{0^3}{2 \cdot 3}$

ὑπάρχει δὲ μέγιστον ἢ ἐλάχιστον καθ' ὅσον ἡ αὕτη τιμὴ ἀποκαθιστᾷ ἀρνητικὸν ἢ θετικὸν τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς τετάρτης τάξεως $\frac{\delta^4 \Sigma(x)}{\delta x^4}$.

136. Ἐν γένει, τιμὴ τις δοθεῖσα τῆς x συστοιχεῖ μεγίστῳ ἢ ἐλαχίστῳ συνεκθέσεως ἥς αἱ παραγόμεναι εἰσι συνεχεῖς, ὅταν ἡ τιμὴ αὕτη μηδενίζῃ περιττὸν ἀριθμὸν διαδοχικῶν διαφορικῶν συντελεστῶν, ἀπὸ τοῦ πρώτου. Ἐκπληρουμένου δὲ τοῦ ὅρου τούτου, ὑπάρχει μέγιστον ἢ ἐλάχιστον καθ' ὅσον ὁ ἐπόμενος διαφορικὸς συντελεστής, ὅστις εἶναι ἀείποτε τάξεως ἄρτιας, ἀποκαθίσταται ἀρνητικὸς ἢ θετικὸς τῆ ἀντεισαγωγῆ τῆς περὶ ἧς λόγος τιμῆς τῆς x .

137. Συμβαίνει προσέτι ἡ ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x} = 0$$

ὁριζομένη τιμὴ a τῆς x ν' ἀποκαθιστᾷ ἀπείρους τὸν τε διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς δευτέρας τάξεως καὶ τοὺς ἐφεξῆς. Ἢ περὶπτώσις αὕτη δηλοῖ, κατὰ τὰ ἐν ἄρθ. 117 ἐκτεθέντα, ὅτι ὁ τύπος τοῦ Τάϋλορ δὲν δύναται δοῦναι τὴν τιμὴν τῆς συνεκθέσεως κατὰ σειράν διατεταγμένην κατὰ δυνάμεις τῆς 0 ἀκεραίας. Ἄρα, οἱ προαποδοθέντες κανόνες δὲν ἐφαρμόζονται. Ἀπαιτεῖται εἰδικὴ ἔρευνα τῆς προσόδου τῶν τιμῶν τῆς συνεκθέσεως· τοῦτο δὲ εὐκόλως ἐκτελεῖται, ἐὰν ἀναπτύξωμεν αὐτὴν κατὰ τὰς κλασματικὰς ἢ ἀρνητικὰς δυνάμεις τῆς 0, ἀφοῦ θέσωμεν $x = a$. (Παρατηρητέον προσέτι, ὅτι ἡ προηγουμένη ἀνάλυσις ἐξαιρεῖ ἐμμέσως τὰ μέγιστα καὶ ἐλάχιστα

συστοιχοῦντα τιμῆ τινι τῆς x , δι' ἣν ἡ παραγόμενη $\frac{\delta \psi}{\delta x}$ ᾖ θετικὸν εἶσθαι ἀπείρους ἢ ἀσυνεχῆς). Ἢ τιμὴ $x = a$ ἀποκαθιστᾷ μέγιστον ἢ ἐλάχιστον τὴν τεθεῖσαν συνέθεσιν, καθ' ὅσον αἱ ὑποθέσεις $x = a \pm 0$ δίδουσιν ἐξαγόμενα ἀμφοτέρω ἐλάχιστα ἢ μέγιστα τῆς $\Sigma(a)$. 11. γ.

$$\Sigma(x) = C + (x - a)^2 \quad \text{δίδει}$$

$$\Sigma'(x) = \frac{1}{3}(x-a)^3, \quad \Sigma''(x) = \frac{10}{9(x-a)^2}$$

Θέτοντες $\Sigma'(x) = 0$, λαμβάνομεν $x = a$. Ἄλλ' ἡ τιμὴ αὕτη ἀποκαθιστᾷ ἄπειρον τὴν δευτεροταγῆ παραγομένην· ἄρα ἡ τοῦ Τάυλορ σειρά εἶναι ἀνεφάρμοστος· ἐπομένως ἐκτελοῦμεν ἀμέσως τὰ δύο ἐκτυλίγματα

$$\Sigma(a+0) = \epsilon + 0^3, \quad \Sigma(a-0) = \epsilon - 0^3,$$

ἐξ ὧν συνάγομεν ὅτι ἡ συνέκθεσις οὐκ ἐπιδέχεται οὔτε μεγίστου οὔτε ἐλαχίστου.

$$\text{Διὰ τὴν } \Sigma(x) = \epsilon + (x-a)^3, \text{ ἡ τιμὴ } x = a \text{ δίδει}$$

$$\Sigma'(x) = 0, \quad \Sigma''(x) = \infty.$$

Τὰ δὲ ἐκτυλίγματα

$$\Sigma(a+0) = \epsilon + 0^3, \quad \Sigma(a-0) = \epsilon - 0^3$$

δεικνύουσιν ὅτι τῇ $x = a$ ἀντιστοιχεῖ ἐλάχιστον, ἴσον ϵ , τῆς τεθείσης συνεκθέσεως. Τούναντίον, ἡ τιμὴ αὕτη τῆς x ἀποκαθιστᾷ τὴν συνέκθεσιν $\epsilon - (x-a)^3$ μέγιστον ἴσον ϵ .

138. Αἱ προεκτεθεῖσαι γνώσεις ἀποκαθίστανται μᾶλλον ἐπαισθηταὶ ἐὰν θεωρήσωμεν τὰς καμπύλας ὧν αἱ τεταγμέναι παριστῶσι τὰς τιμὰς τῆς $\Sigma(x)$, παραδεχθῶμεν δὲ ὅτι αἱ συνεκθέσεις $\Sigma(x)$, $\Sigma'(x)$, $\Sigma''(x)$, εἰσὶ συνεχεῖς. Τῶ ὄντι, δῆλον ὅτι ἀδύνατον ὑπάρχειν μέγιστον ἢ ἐλάχιστον, ἢ κατὰ τὰ σημεῖα M, N, Π, K, (Σχ. 27), καθ' ἃ ἡ ἐφαπτομένη εἶναι παράλληλος τῇ τῶν x γραμμῇ, καὶ ἐν οἷς $\frac{\delta\psi}{\delta x} = 0$. Προσέτι,

ὑπάρχει μέγιστον εἰς M καὶ Π ὅταν ὁ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ εἶναι ἀρνητικός·

διότι ἡ καμπύλη στρέφει τὰ κοῖλα αὐτῆς πρὸς τὰ κάτω τοῦ πίνακος· ὑπάρχει δὲ ἐλάχιστον εἰς N καὶ K ὅταν ὁ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$

εἶναι θετικός, τῆς καμπύλης στρεφούσης τὰ κυρτὰ αὐτῆς πρὸς

τὰ κάτω τοῦ πίνακος. Αἱ ἀρνητικαὶ ποσότητες θεωροῦνται ἐνταῦθα τοσοῦτον ἐλάσσονες ὅσον μείζων εἶναι ἡ ἀπόλυτος αὐτῶν τιμὴ.

139. Γνωστὸν καθίσταται ἐπίσης ὅτι ἡ συνθήκη $\frac{\delta\psi}{\delta x} = 0$

δὲν ἔχει ὡς ἀναπόφευκτον συνέπειαν τὴν ὑπαρξίν μεγίστων ἢ ἐλαχίστων· διότι ὑπάρχουσι σημεῖα καθ' ἃ ἡ ἐφαπτομένη εἶναι παράλληλος τῇ τῶν x ἄξονι, καὶ τοὶ μὴ παυούσης τῆς συνεκθέσεως αὐξάνειν ἢ μειοῦσθαι. Ἄλλὰ τὰ σημεῖα ταῦτα εἰσὶν ἐν γένει σημεῖα καμπῆς, καθ' ἃ ἡ μὲν καμπύλη μεταβάλλει διεύθυνσιν, ὁ δὲ τῆς πρώτης τάξεως διαφορικός συντελεστής, μέλλων μεταβαλεῖν σημεῖον, διέρχεται τῆς τιμῆς 0. Ἀκολουθῶς ὁμιλήσομεν περὶ τῶν ἀναλυτικῶν χαρακτήρων ἀνηκόντων εἰς τὰ διάφορα σημεῖα εἰδικῶς ἅτινα αἱ καμπύλαι ἐνδεχόμενον εἶναι νὰ παρουσιάσωσι.

140. Λοιπὸν ἐκ τῶν προεκτεθέντων συνάγομεν ὅτι, ὅπως ἐξιχνεύσωμεν τὰ μέγιστα καὶ τὰ ἐλάχιστα τεθείσης συνεκθέσεως, $\psi = \Sigma(x)$, ἐξαιρουμένων τῶν καθιστώντων ἄπειρον ἢ ἀσυνεχῆ τὴν παραγομένην $\Sigma'(x)$, θετέον τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = 0,$$

ἣτις ἐπιλυομένη πρὸς x δίδει τὰς ζητούμενας τιμὰς. Ἴνα δὲ γνωσθῇ ἐὰν αἱ τιμαὶ αὗται συστοιχῶσι μέγιστον ἢ ἐλάχιστον, ἀντιστακτέον αὐτὰς ἐν τῷ διαφορικῷ συντελεστῇ τῆς δευτέρας τάξεως

$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$, ὅπως ὁδηγηθῶμεν ὑπὸ τοῦ σημείου ὑπερ

οὔτος λαμβάνει. Ἐὰν ὁ διαφορικός οὔτος συντελεστής μηδενίζηται, μεταβαίνομεν εἰς τοὺς ἐπομένους, κ. τ. ε.

141. Ἐφαρμοστέον ἤδη παραδείγμασι τοὺς προεκτεθέντας κανόνας.

$$\text{Ἐστω ἡ συνέκθεσις } \psi = \epsilon \cdot 1 \cdot (x-a)^n,$$

τοῦ n ὑποτιθεμένου ἀριθμοῦ ἀκεραίου, ἧς ζητοῦνται τὰ μέ-

γιστα και τὰ ἐλάχιστα. Διαφορίζοντες και θέτοντες τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \nu\gamma(x-a)^{\nu-1} = 0,$$

συνάγομεν $x = a$, τιμὴν ἀφανίζουσαν ἅπαντας τοὺς διαφορικούς συντελεστές μέχρι τοῦ νῆς τάξεως μὴ συμπεριλαμβανομένου. Ἄρα ἔπεται ὅτι, εἰ μὲν ν περιττός, ἡ τεθεῖσα συνέκθεσις οὔτε μέγιστον ἔχει οὔτε ἐλάχιστον· εἰ δὲ ν ἄρτιος, ἡ τιμὴ $x = a$ καθίσταται ψ μεγίστην μὲν ὅταν γ ᾖ ἀρνητικός, ἐλάχιστην δὲ ὅταν γ ᾖ θετικός.

142. Ἐστω ἡ συνέκθεσις $\psi = \frac{\lambda x}{x^\nu}$.

Ἐξ αὐτῆς λαμβάνομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{1 - \nu\lambda x}{x^{\nu+1}} = 0, \quad \text{ἐπομένως} \quad \lambda x = \frac{1}{\nu}.$$

Πρὸς ζήτησιν τοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ τῆς δευτέρας τάξεως, παρατηρητέον ὅτι περιττὸν διαφορίσαι (*) τὸν παρανομαστήν τοῦ τῆς πρώτης· διότι οὗτος πολυπλασιασθήσεται ἐπὶ τὸν ἀριθμητὴν μηδενίζομενον κατὰ τὴν ἀνωτέρω ἐξίσωσιν. Λαμβάνομεν οὕτως

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = -\frac{\nu}{x^{\nu+2}}.$$

(*) Ἐπειδὴ ἀναγκαιότερον εἶναι τὸ νὰ γνωρίσωμεν τὴν τιμὴν ἣν λαμβάνει, διὰ $x = a$, ἡ παραγομένη $\Sigma''(x)$, ἢ τὸ νὰ εὑρωμεν τὴν γενικὴν ἐκθεσιν ταύτης, ἣτις ἐνίοτε εἶναι λίαν πολυπλοκός, προσθέσομεν τὴν ἐξῆς παρατήρησιν εὐκολύνουσαν πάλαις τὴν ἐρευναν τῆς τιμῆς ταύτης.

Ἐστώσαν X, X_1 , δύο συνεκθέσεις τῆς x , ὧν ἡ πρώτη μόνη μηδενίζεται τῇ τιμῇ $x = a$. Ἡ παραγομένη τοῦ γινομένου αὐτῶν ἔσεται $XX' + X'X_1$. Ἀλλ' ἐπειδὴ $x = a$ μηδενίζει X , ἡ παραγομένη αὕτη ἄγεται εἰς $X'X_1$. Ἄρα, λαμβάνομεν τὴν παραγομένην τοῦ γινομένου XX_1 , πολυπλασιάζοντες τὴν τοῦ μηδενιζομένου παράγοντος ἐπὶ τὸν ἕτερον παράγοντα.

Ἐξαγόμενον ἀρνητικὸν δεικνύον ὅτι ἡ τιμὴ $\lambda x = \frac{1}{\nu}$, και ἐπομένως $x = e^{\frac{1}{\nu}}$, συστοιχεῖ μέγιστον.

143. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Ἀριθμὸν δοθέντα a τεμεῖν οὕτως εἰς δύο, ὅπως τὸ γινόμενον τῆς μῆς δυνάμεως τοῦ ἐνὸς μέρους ἐπὶ τῆν γῆν δυνάμιν τοῦ ἑτέρου ᾖ τὸ μέγιστον.

Ἐστώσαν x και $a - x$ τὰ δύο μέρη. Ἡ συνέκθεσις τῆς τὸ μέγιστον ζητεῖται εἶναι

$$\psi = x^\mu (a - x)^\nu.$$

Ἐξ αὐτῆς λαμβάνομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = [\mu a - (\mu + \nu)x]x^{\mu-1}(a-x)^{\nu-1} = 0.$$

Ἐξισοῦντες χωριστὰ τῇ μηδενί ἕκαστον παράγοντα, ἔχομεν

$$x = \frac{\mu a}{\mu + \nu}, \quad x = 0, \quad x = a.$$

Ἡ πρώτη τῶν τιμῶν τούτων συστοιχεῖ μέγιστον· διότι, ἀντισηγομένη ἐν τῇ γενικῇ ἐκθέσει τοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ τῆς δευτέρας τάξεως, δίδει τὸ ἀρνητικὸν ἐξαγόμενον

$$-\frac{\mu^{\mu-1}\nu^{\nu-1}a^{\mu+\nu-2}}{(\mu+\nu)^{\mu+\nu-2}}.$$

Ἡ ἕτεραι δύο ἀντιστοιχοῦσιν εἰς ἐλάχιστα ὅταν μ και ν ᾖσιν ἄρτιοι. Ἄλλ' ἐνταῦθα εἰσὶν ἀπορρίπτεαι ὡς μὴ ἐκπληροῦσαι τὴν ἀκριβῆ ἐννοιαν τοῦ προβλήματος. Τῷ ὄντι, αὐδεντέρα αὐτῶν δύναται δηλωσαι μέρος τοῦ ἀριθμοῦ a .

144. Ὅταν $\mu = 2$, και $\nu = 1$, εἰρεθήσεται $x = \frac{2}{3}a$. Τοῦτο δ' εἶναι τὸ μέγιστον τῶν δυνατῶν ὀρθῶν παραλληλεπιπέδων κατασκευαζομένων τῇ τομῇ εὐθείας ἴσης a .

Ὅταν $\mu = \nu = 1$, $x = \frac{1}{2}a$. Ἄρα, τὸ μέγιστον τῶν ὀρθογωνίων, τῶν συγκροτουμένων ἀπὸ δύο τμημάτων εὐθείας ἴσης a , ἔσεται ὅταν τὰ τμήματα ᾖσιν τοῖς ἀλλήλων ἤτοι τὸ τετράγωνον.

145. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Ἐπὶ εὐθείας δοθείσης, ὡς ὑποτεινόμενης, εὐρεῖν τὸ μέγιστον τῶν δυναμένων συσταθῆναι τριγῶνων ὀρθογωνίων.

Καλοῦμεν α τὴν δοθείσαν εὐθεΐαν· x τὴν ἑτέραν τῶν πλευρῶν τοῦ ζητουμένου τριγώνου· ἡ ἑτέρα ἔσεται $\sqrt{a^2 - x^2}$. Τὸ ἐμβαδὸν δὲ τοῦ τριγώνου ἐμφαίνει τὴν συνέκθεσιν ἧς τὸ μέγιστον ζητεῖται· ἦτοι

$$\psi = \frac{x}{2} \sqrt{a^2 - x^2}.$$

Διαφορίζοντες λαμβάνομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{(a^2 - 2x^2)x}{\sqrt{a^2x^2 - x^4}}, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad x = 0 \quad \kappa\alpha\iota \quad x = \frac{a}{\sqrt{2}}.$$

Ἡ πρώτη τιμὴ τῆς x εἶναι ἀχρηστος. Ἡ δευτέρα δείκνυσιν ὅτι τὸ ζητούμενον τρίγωνον εἶναι ἰσοσκελές.

Εὐρίσκομεν προσέτι
$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = - \frac{4x^2}{\sqrt{a^2x^2 - x^4}}.$$

Ἡ μορφή τοῦ ἐξαγομένου τούτου δείκνυσιν ὅτι τὸ ζητούμενον μέγιστον συσταθεῖ τῇ τιμῇ $x = \frac{a}{\sqrt{2}}$.

146. Ὄταν ἡ συνέκθεσις ψ δίδηται συνεπτυγμένως ἐξισώσειν τι, $\Sigma(x, \psi) = 0$, ἐξισοῦμεν τῷ μηδενὶ τὸν διαφορικὸν αὐτῆς συντελεστήν, ὃν μορφοῦμεν κατὰ τοὺς γνωστούς κανόνας [53]. Ἡ ἐξίσωσις $\frac{\delta\psi}{\delta x} = 0$ ἔσεται περιεκτικὴ x καὶ ψ .

Ἀλλὰ τῇ ἀπαλοιφῇ τῆς ψ μεταξὺ τῆς ἐξισώσεως ταύτης καὶ τῆς $\Sigma(x, \psi) = 0$, λαμβάνομεν τρίτην εἰς x μόνον, ἐξ ἧς πορίζομεθα τὰς ζητούμενας τιμὰς.

Ἐστω ἡ ἐξίσωσις $\psi^2 - 2\mu x\psi + x^2 - a^2 = 0$.
ἧς ἡ διαφορικὴ $(\psi - \mu x)\delta\psi - (\mu\psi - x)\delta x = 0$,

δίδει
$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\mu\psi - x}{\psi - \mu x}, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \mu\psi - x = 0.$$

Ἴνα λάβωμεν τὴν τιμὴν τῆς x, συνδυάζομεν τὴν τελευταίαν τῇ προτεθείσῃ ἐξισώσει καὶ ἔχομεν·

$$\psi = \frac{x}{\mu}, \quad \frac{x^2}{\mu^2} - x^2 - a^2 = 0.$$

Καὶ
$$x = \frac{\pm \mu a}{\sqrt{1 - \mu^2}}, \quad \psi = \frac{\pm a}{\sqrt{1 - \mu^2}}.$$

Ἐξετάσωμεν ἤδη τί γίνεται ὁ τῆς δευτέρας τάξεως διαφορικὸς συντελεστής. Ἡ δευτέρα διαφορικὴ ἐξίσωσις τῆς προτεθείσης εἶναι ἡ ἐξῆς·

$$(\psi - \mu x) \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 - 2\mu \frac{\delta\psi}{\delta x} + 1 = 0,$$

ἧτις, συνεπεὶα τῆς ὑποθέσεως $\frac{\delta\psi}{\delta x} = 0$, ἄγεται εἰς ταύτην,

$$(\psi - \mu x) \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} + 1 = 0,$$

ἐξ ἧς συνάγομεν, καθιστῶντες ἀντὶ ψ τὴν εἰς x τιμὴν αὐτῆς,

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \frac{-\mu}{x\sqrt{1 - \mu^2}}.$$

Ἐπολείπεται ἤδη ἀντεισάξαι τὴν τιμὴν τῆς x. Εὐρίσκομεν οὕτως

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \mp \frac{1}{a\sqrt{1 - \mu^2}},$$

ἐξαγόμενα, δεικνύοντα ὅτι αἱ ἀνωτέρω ἁρισθεῖσαι τιμαὶ τῆς ψ εἰσὶν ἡ μὲν μέγιστον ἡ δὲ ἐλάχιστον.

147. Ἐν γένει, θεωρήσωμεν συνέκθεσιν συνεσομένην

μετά $\mu - 1$ μεταβλητῶν $\mu - 1$ ἐξισώσεις. Ὅπως δ' ἐξηγηθῶμεν σαφέστερον, ἔστω ὅτι ἔχομεν

$$(1) \Sigma(u, x, \psi, \omega) = 0, \Sigma_1(u, x, \psi, \omega) = 0, \Sigma_2(u, x, \psi, \omega) = 0,$$

τῆς μὲν x οὐσης μεταβλητῆς ἀνεξαρτήτου, τῶν δὲ u, ψ, ω , συνεχθέσεων ταύτης. Ζητήσωμεν ἰδίως τὸ μέγιστον ἢ τὸ ἐλάχιστον τῆς συνεχθέσεως ω . Διαφορίζοντες τὰς ἐξισώσεις (1) λαμβάνομεν,

$$(2) \begin{cases} \frac{\delta \Sigma}{\delta u} \frac{\delta u}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} = 0, \\ \frac{\delta \Sigma_1}{\delta u} \frac{\delta u}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_1}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_1}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_1}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} = 0, \\ \frac{\delta \Sigma_2}{\delta u} \frac{\delta u}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_2}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_2}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_2}{\delta \omega} \frac{\delta \omega}{\delta x} = 0. \end{cases}$$

Διὰ τῶν ἐξισώσεων τούτων ἀπαλείφομεν $\frac{\delta u}{\delta x}$ καὶ $\frac{\delta \psi}{\delta x}$, τὴν δὲ προκύπτουσαν τιμὴν τοῦ $\frac{\delta \omega}{\delta x}$ ἐξισοῦμεν τῷ μηδενί.

Ἡ ἀπλούστερον, παραλείπομεν ἐκ τῶν ἐξισώσεων (2) τοὺς περιέχοντας $\frac{\delta \omega}{\delta x}$ ἄρους, εἶτα ἐκτελοῦμεν τὴν ἀπλοιομένην ἐπὶ τῶν προκυπτουσῶν νέων ἐξισώσεων, αἵτινες εἰσὶ,

$$(3) \begin{cases} \frac{\delta \Sigma}{\delta u} \frac{\delta u}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} = 0, \\ \frac{\delta \Sigma_1}{\delta u} \frac{\delta u}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_1}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_1}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} = 0, \\ \frac{\delta \Sigma_2}{\delta u} \frac{\delta u}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_2}{\delta x} + \frac{\delta \Sigma_2}{\delta \psi} \frac{\delta \psi}{\delta x} = 0, \end{cases}$$

καὶ λαμβάνομεν ἐξισώσιν τινα, ὡς

$$\Sigma_1(u, x, \psi, \omega) = 0,$$

ἥτις συνδυαζομένη ταῖς (1) ὀρίσει τὰς τιμὰς τῶν u, x, ψ, ω , δυναμένας συσταιχεῖν μεγίστῳ ἢ ἐλάχιστῳ τῆς συνεχθέσεως ω .

Διαφορίζομεν ἐκ νέου τὰς ἐξισώσεις (2) καὶ λαμβάνομεν τὴν τιμὴν τοῦ $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2}$, ἐν ἣ ἀντεισάγομεν τὰς εὐρεθείσας τιμὰς τῶν u, x, ψ, ω ἐκ τοῦ σημείου δὲ τοῦ ἐξαγομένου εἰκόζομεν ἐὰν ὑπάρχη μέγιστον ἢ ἐλάχιστον. Ἐν περιπτώσει καθ' ἣν εὐρίσκομεν $\frac{\delta^2 \omega}{\delta x^2} = 0$, ζητητέον τὰς ἐφεξῆς παραγομένας τῆς ω ὡς πρὸς x , καὶ ἐφαρμοστέον τὴν προηγουμένην θεωρίαν.

148. Ἔπονται διάφοροι προτάσεις πρὸς ἄσκησιν.

Ἐδρεῖν τῶν ἐξῆς συνεχθέσεων τὰ μέγιστα ἢ τὰ ἐλάχιστα.

- 1) x^x . Ἐλάχιστον διδόμενον τῇ $x = \frac{1}{e}$.
- 2) $\frac{a^x}{x}$. Ἐλάχιστον $x = \frac{1}{\log a}$.
- 3) $\frac{x^a}{e^x}$. Μέγιστον $x = a$.
- 4) $e^x + 2\sin x + e^{-x}$. Ἐλάχιστον $x = 0$.
- 5) Ἐδρεῖν τὸν ἀριθμὸν ἐκτετινος ὁ λόγος πρὸς τὸν γαμπεριανὸν αὐτοῦ λογάριθμον εἶη ἐλάχιστος.
Ἄπ. $x = e$.
- 6) Ἐδρεῖν τὸν ἀριθμὸν x οὕτινος ἡ τοῦ βιθμοῦ x ρίζα εἶη μέγιστος.
Ἄπ. $x = e$.
- 7) Ἐδρεῖν τὸ μέγιστον καὶ τὸ ἐλάχιστον τοῦ κλάσματος

$$\frac{x}{1 + x^2}$$

Ἄπ. $x = 1$, ἀντιστοιχεῖ μεγίστῳ $x = -1$, ἐλάχιστῳ.

8) Εύρεϊν τὸ μέγιστον τῆς συνεπτυγμένης συνέκθεσεως $\psi^3 - 3a\psi x + x^3 = 0$, (φύλλον τοῦ Καρτεσιου):

Ἄπ. $\psi = a\sqrt[3]{4}$, $x = a\sqrt[3]{2}$, συστοιχοῦσι μέγιστῳ.

9) Εύρεϊν τὴν μέγιστην καὶ τὴν ἐλάχιστην τῶν τεταγμένων ἐν τῷ κύκλῳ, ἐμψαιρομένῳ ὑπὸ τῆς ἐξίσωσεως

$$\psi^2 + x^2 + a\psi + bx + \gamma = 0.$$

Ἄπ. Αἰ ζητούμεναι τεταγμένα συστοιχοῦσι τῇ τεταγμένῃ $x = -\frac{\gamma}{2}$.

10) Κῶνῳ ὀρθῷ δοθέντι ἐγγράφαι κύλινδρον οὔτ' ἢ στερεώσεως ἐστὶ μέγιστη ἀπάρτων τῶν ἐγγραφῆναι δυναμένων.

Ἄπ. Τὸ ὕψος τοῦ ζητουμένου κυλινδρου ἰσοῦται τῷ τρίτημορίῳ τοῦ ὕψους τοῦ κῶνου.

11) Τόξον x εὐρεϊν οὔτ' ἢ μέγιστον.

Ἄπ. $x = 90^\circ$.

12) Εύρεϊν τὰς διαστάσεις ἀγγελου κυλινδρικοῦ ἔχοντος τὴν ἐλάχιστην ἐσωτερικὴν ἐπιφάνειαν ἵνα χωρηθῶν ποσότητα ὕγρου φ.

Ἄπ. Ἀκτὶς ἐσωτερικῆ τῆς βάσεως τοῦ ἀγγελου $= \sqrt[3]{\frac{\phi}{\pi}}$ τῷ ἐσωτερικῷ ὕψει αὐτοῦ.

13) Εύρεϊν τὸν μέγιστην κυρτὴν ἐπιφάνειαν ἔχοντα κῶνον, ἀπάρτων τῶν σφαιρῶν δεδομένη ἐγγραφομένων.

Ἄπ. Τὸ ὕψος τοῦ κῶνου ἰσοῦται δύοι τρίτημορίοις τῆς σφαιρικῆς διαμέτρου.

14) Ἀπὸ σημείου Γ δοθέντος ἐν τῇ ὀρθῇ γωνίᾳ ΠΑΧ, ἀγαγεῖν εὐθείαν ἥς τὸ ὑπὸ τῶν σχετῶν ἀπυλινδρῶμενον μέρος ΔΕ εἴη ἐλάχιστον (Σχ. 28).

Ἄπ. $BE = x = \frac{3}{4}ab^2$.

15) Εὐθείαν δοθεῖσαν τεμεῖν εἰς δύο οὕτως, ὥστε τὸ ἄθροισμα τῶν πηλίκων τῶν μερῶν, ὑπ' ἀλλήλων διαιρουμένων, ἦ τὸ ἐλάχιστον ἀπάρτων τῶν οὕτω μορφουμένων.

Ἄπ. Τὰ δύο μέρη εἰσὶν ἰσάλληλα.

16) Κύκλῳ δοθέντι ἐγγράφαι τὸ μέγιστον ἀπάρτων τῶν ἐγγραφομένων ὀρθογωνίων.

Ἄπ. Τὸ ζητούμενον σχῆμα εἶναι τετράγωνον.

17) Εύρεϊν τὸ μέγιστον τῶν ἐπὶ τῆς αὐτῆς βάσεως συσταθῆναι δυναμένων τριγῶνων ἰσοπεριμέτρων.

Ἄπ. Αἰ ζητούμεναι δύο πλευραὶ εἰσὶν ἰσάλληλοι.

18) Αἰδεταὶ μοχλὸς οὔτ' ἢ ὑπομόχλιον εἶναι Α καὶ ἐφ' ὃν ἐνεργεῖ πρὸς ὀρθῆς δύναμις Α γινωστή, ἐν ἀποστάσει ΑΒ = α. Τὸ τοῦ μοχλοῦ βᾶρος εἶναι β κατὰ μονάδα τοῦ μήκους αὐτοῦ. Εύρεϊν τὸ σημεῖον ἐφ' ὃ ἐφαρμοσθήσεται δύναμις Χ ἐλάχιστη ἰσορροπίαρ ἀποτελοῦσα (Σχ. 29).

Ἄπ. $AK = x = \sqrt{\frac{2\alpha a}{\beta}}$

19) Ἀπάρτων τῶν κλασματικῶν x εὐρεϊν τὸ τὴν μέγιστην διαφορὰν ἔχον ἀπὸ τῆς μῆς αὐτοῦ δυνάμεως.

Ἄπ. $x = \sqrt[\mu-1]{\frac{1}{\mu}}$

20) Μεταξὺ δύο φωτοβόλων σημείων εὐρεϊν τὸ ἥττον φωτιζόμενον σημεῖον τῆς ζευγνοῦσης αὐτὰ εὐθείας.

Καλούμεν α τὴν ἀπ' ἀλλήλων τῶν δύο φωτίων ἀπόστασιν, μ² καὶ ν² τὴν ἔντασιν αὐτῶν κατὰ μονάδα ἀποστάσεως, καὶ x τὸ ἀπὸ τοῦ πρώτου φωτὸς ἀπόστημα τοῦ ζητουμένου σημείου.

Ἄπ. $x = \frac{a\sqrt[3]{\mu^2}}{\sqrt[3]{\mu^2} + \sqrt[3]{\nu^2}}$

21) Εύρεϊν τὸ μέγιστον τῶν ὑπὸ δύο πλευρῶν δεδομένων, τῆς τρίτης οὔσης κατὰ βούλησιν, συγκροτουμένων τριγώνων.

Ἀπ. Τὸ ζητούμενον τρίγωνον εἶναι ὀρθογώνιον.

22) Ἐν τῇ ἐλλείψει εὔρεϊν ὁποῖον τὸ περιέχον μείζονα γωνίαν ἀπάρτων τῶν συστημάτων διαμέτρων συζυγῶν.

149. Τὸ περίξ ἐνὸς σημείου διάστημα δύναται καλυφθῆναι καθ' ὅλοκληρίαν ἢ δι' ἕξ τριγώνων ἰσοπλευρίων, ἢ διὰ τεσσάρων τετραγώνων, ἢ διὰ τριῶν ἑξαγώνων κανονικῶν. Ἀπάντων τῶν σχημάτων τούτων, ὑποτιθεμένων ἰσοπεριμέτρων, τὸ κανονικὸν ἑξαγώνον περικλείει τὸ μέγιστον χωρίον. Ἄξιον παρατηρήσεως εἶναι ὅτι αἱ μέλισσαι δίδουσι τοῖς κυττάρους αὐτῶν τὸ σχῆμα πρίσματος ἑξαγώνου, μόνου καταλλήλου ἐκπληρῶσαι δύο ὄρους οὐσιώδεις· περικλύσαι μὲν τὸ μέγιστον χωρίον ὑπὸ τὴν αὐτὴν περίμετρον, μὴ ἀφιέναι δὲ ποσῶς κενόν. Ἄλλ' οὐχ ἦττον ἀξιοθαύμαστος εἶναι ὁ τρόπος καθ' ὃν τὰ ζῴδια ταῦτα σχηματίζουσι τὸν βυθὸν τῶν κυττάρων· αἰείποτε σχεδὸν κλείουσιν αὐτοὺς οὕτως, ὥστε ἐνῶ πρὸς τοῦτο ἔχουσι χρεῖαν ὅσον ἐνεστὶν ὀλιγωτέρου ποσοῦ κηροῦ, διατηροῦσι συγχρόνως τὴν αὐτὴν χωρητικότητα.

(Σχ. 30) Ἐστω τὸ κανονικὸν ἑξαγώνον πρίσμα ΑΔΛ. Τῇ βάσει ΑΒΓΔΕΖ ἐγγράφομεν τὸ ἰσόπλευρον τρίγωνον ΑΓΕ. Ἀπὸ σημείου οἰουδήποτε Η τοῦ ἄξονος προεκβαλλομένου καὶ ἀπὸ τῶν τριῶν πλευρῶν τοῦ τριγώνου τούτου, ἄγομεν τρία ἐπίπεδα ἐξίσου κεκλιμμένα ἐπὶ τὸν ἄξονα τοῦτον, ἅτινα ἀποτέμνουσιν ἀπὸ τοῦ πρίσματος τὰς τρεῖς κορυφὰς Β, Δ, Ζ. Οὕτω, τὸ πρίσμα, ἀνθ' ἐνὶ μετώπῳ ἑξαγώνῳ, περατοῦται τρισὶ ῥόμβοις ἴσοις τῷ ΗΑΓ. Ἀῆλον προσέτι, ὅτι οἰαδήποτε ἀν ἡ κλίσις τῶν ῥόμβων τούτων, ἡ χωρητικότης τοῦ κυττάρου ἔσεται αἰείποτε ἡ αὐτή· διότι ἐκάτερος αὐτῶν ἀφαιρεῖ ἀπὸ τοῦ πρίσματος ὄγκον ἴσον τῷ προστιθεμένῳ. Ὅσον ἀφορᾷ τὴν ὅλην ἐπιφάνειαν τοῦ κυττάρου, αὕτη μεταβάλλεται σὺν τῇ κλίσει ΗΠΟ τῶν πυθμένων ἐπὶ τὴν βάσιν ΑΒΓΔΕΖ. Ζητεῖται ἤδη εὔρεϊν ὅποια πρέπει νὰ ᾖναι ἡ κλίσις αὕτη

ὅπως ἡ κυρτὴ ἐπιφάνεια τοῦ πρίσματος μετὰ τῶν πυθμένων αὐτοῦ ᾖ ἐλάχιστη.

Ἀηλοῦμεν θ τὴν γωνίαν ΗΠΟ· λαμβάνομεν ὡς μονάδα μήκους τὴν τοῦ ἑξαγώνου πλευράν. Ἐστω δὲ α τὸ μήκος τοῦ ἄξονος ἢ τῆς πλευρᾶς ΓΑ. Ἐν τῷ ῥόμβῳ ΗΑΓ ἔχομεν ΠΙ = ΠΗ. Ἐν δὲ τῷ ῥόμβῳ ΑΒΓΟ ἔχομεν προσέτι

$$ΒΠ = ΠΟ, \quad ΒΟ = ΒΓ = 1, \quad ΑΓ = \sqrt{3}.$$

Τὸ ὀρθογώνιον τρίγωνον ΒΠΙ δίδει

$$\Pi = \frac{ΒΠ}{\sin \theta} = \frac{ΒΟ}{2 \sin \theta} = \frac{1}{2 \sin \theta}, \quad ΒΙ = ΒΠ \epsilon\phi \theta = \frac{1}{2} \epsilon\phi \theta.$$

Ἄρα $IK = BK - BI = \alpha - \frac{1}{2} \epsilon\phi \theta.$

Ἐμβαδὸν τοῦ τραπεζίου $IKAG = \frac{1}{2} (2\alpha - \frac{1}{2} \epsilon\phi \theta).$

Τὸ ἔμβαδὸν τῶν ἑξ τραπεζίων ὁμοῦ, ἢ ἡ κυρτὴ ἐπιφάνεια τοῦ κυττάρου, ἰσοῦται $3 (2\alpha - \frac{1}{2} \epsilon\phi \theta).$

Ἀλλὰ $\Pi = 2\pi = \frac{1}{\sin \theta}.$ ἄρα

ἔμβαδὸν τοῦ ῥόμβου $HAIG = AG \times \Pi = \frac{\sqrt{3}}{2 \sin \theta}.$

Οὕτως οἱ τρεῖς ῥόμβοι ἰσοῦνται $\frac{3\sqrt{3}}{2 \sin \theta}.$ Ἐπομένως, κα-

λοῦντες Ω ἄπασαν τὴν τοῦ κυττάρου κυρτὴν ἐπιφάνειαν μετὰ τῶν πυθμένων αὐτοῦ, ἔχομεν

$$\Omega = 3 (2\alpha - \frac{1}{2} \epsilon\phi \theta) + \frac{3\sqrt{3}}{2 \sin \theta}.$$

Αὕτη δὲ εἶναι ἡ συνέκθεσις ἧς ζητεῖται τὸ ἐλάχιστον. Ἐξ αὐτῆς ἔχομεν

$$\frac{\delta \Omega}{\delta \theta} = \frac{1}{\sin^2 \theta} + \frac{3}{2} \sqrt{3} \cdot \frac{\eta \mu \theta}{\sin^2 \theta} = 0. \quad \text{"Ὅθεν}$$

$\sqrt{3} \cdot \eta\mu\theta - 1 = 0, \quad \eta\mu\theta = \sqrt{\frac{1}{3}}, \quad \text{και} \quad \theta = 35^{\circ} 16'$

Εκ τού $\eta\mu\theta = \sqrt{\frac{1}{3}},$ συνάγομεν

$\sigma\upsilon\nu\theta = \sqrt{\frac{2}{3}}, \quad \epsilon\phi\theta = \sqrt{\frac{1}{2}}, \quad \Pi\Gamma = \Pi\Delta = \frac{1}{2\sigma\upsilon\nu\theta} = \sqrt{\frac{3}{8}}$

Προσέτι $\Lambda\Pi = \frac{1}{2}\sqrt{3}, \quad \Lambda\Gamma = \frac{3}{2\sqrt{2}}$

Τὸ δὲ τρίγωνον ΠΑΙ δίδει $\epsilon\phi\Pi\Lambda\Gamma = \sqrt{\frac{1}{2}}$

Ἄρα, ἐπειδὴ $\epsilon\phi\theta = \sqrt{\frac{1}{2}},$ ἔχομεν

$\Pi\Lambda\Gamma = \Pi\Delta\Gamma = \Pi\Theta\Gamma = 0, \quad \Pi\Lambda\Gamma = \Pi\Delta\Gamma = 2\theta = 70^{\circ} 32',$

$\Lambda\eta\Gamma + \Lambda\Gamma\eta = 360^{\circ} - 2\eta\mu\Gamma = 218^{\circ} 56',$

$\Lambda\eta\Gamma = \Lambda\Gamma\eta = 109^{\circ} 28'.$

Τὰ ἐξαγόμενα ταῦτα εὐρέθησαν σύμφωνα πρὸς καταμετρήσεις πλείστων κυττάρων· δεικνύουσι δὲ ἐν τῇ φύσει, ὡς λέγουσιν οἱ σοφοὶ ἄνδρες, οἰκονομίαν καὶ ἀπλότητα μέσων, πλοῦτον καὶ ποικιλίαν ἀνεξάντλητον κατὰ τὰ ἀποτελέσματα, ὡς ἄπειρος ἐστὶ καὶ ἡ σοφία τοῦ Δημιουργοῦ τοῦ παντός.

Ἐκ τῆς ἀνωτέρω εὐρεθείσης ἐκθέσεως τοῦ $\frac{\delta\Omega}{\delta\theta},$ συνάγομεν

$\frac{\delta^2\Omega}{\delta\theta^2} = -3 \frac{\eta\mu\theta}{\sigma\upsilon\nu^3\theta} + 3 \frac{\sqrt{3}}{2} \left(\frac{1}{\sigma\upsilon\nu\theta} + 2 \frac{\eta\mu^3\theta}{\sigma\upsilon\nu^3\theta} \right).$

Ἐὰν δὲ ἀντείσάζωμεν ἀντὶ $\eta\mu\theta,$ $\sigma\upsilon\nu\theta,$ τὰς ἀμειβαίας τιμὰς αὐτῶν, θέλομεν ἰδεῖ ὅτι ὁ δευτεροταγῆς οὗτος διαφορικός συντελεστὴς ἀποκαθίσταται θετικός.

150. Αἱ αὐταὶ ἀρχαὶ περὶ μεγίστων καὶ ἐλαχίστων τῶν συνεχθέσεων μιᾶς μεταβλητῆς ἀνεξαρτήτου ἐφαρμόζονται καὶ ἐπὶ συνεχθέσεων ἐκ δύο μεταβλητῶν συγκροτουμένων. Ἐστω

$\omega = \Sigma(x, \psi).$

Ἀναπτυσσομένης $\Sigma(x + \theta, \psi + \tau)$ κατὰ τὸ θεώρημα τοῦ Τζέϋλορ λαμβάνομεν,

$$\begin{aligned} \Sigma(x + \theta, \psi + \tau) = & \omega + \frac{\delta\omega}{\delta x} \theta + \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{2} + \dots \\ & + \frac{\delta\omega}{\delta\psi} \tau + \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta\psi} \theta\tau \\ & + \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2} \frac{\tau^2}{2} \end{aligned}$$

Ἐὰν $\frac{\delta\omega}{\delta x}$ καὶ $\frac{\delta\omega}{\delta\psi}$ διαφέρωσι μηδενός, λαμβάνοντες θ καὶ τ

ὅσον ἔνεστι μικρὰς, κατορθοῦμεν ὅπως τὸ δεύτερον μέλος ἐξαρτᾶται ἀπὸ τοῦ σημείου τοῦ δευτέρου ὅρου μόνου

$\frac{\delta\omega}{\delta x} \theta + \frac{\delta\omega}{\delta\psi} \tau.$ Ἄρα, ὅπως συστοιχῶσιν αἱ τιμαὶ $x = \alpha,$

$\psi = \beta,$ μεγίστω ἢ ἐλαχίστω τῆς συνεχθέσεως $\Sigma(x, \psi),$ ὅτε ἀπαιτεῖται τὴν $\Sigma(\alpha, \beta)$ εἶναι μεζζονα ἢ ἐλάσσονα τῆς

$\Sigma(\alpha \pm \theta, \beta \pm \tau),$ ἀναγκαιῶς ὁ ὅρος $\frac{\delta\omega}{\delta x} \theta + \frac{\delta\omega}{\delta\psi} \tau$ πρέπει

νὰ ᾖναι μηδέν, καὶ ἐπομένως, ἐπειδὴ αἱ ποσότητες θ καὶ τ οὐδόλως ἀπ' ἀλλήλων ἐξαρτῶνται, νὰ ἔχωμεν ἰδίᾳ

$$\frac{\delta\omega}{\delta x} = 0, \quad \frac{\delta\omega}{\delta\psi} = 0.$$

Προσέτι, δίδοντες οἰανδήποτε τιμὴν, ὅσον βουλόμεθα ἐλάσσονα, ταῖς αὐξήσεσι θ καὶ $\tau,$ ἡ ποσότης

$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{2} + \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta\psi} \theta\tau + \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2} \frac{\tau^2}{2},$$

πρέπει, μεγίστου μὲν ὑπάρχοντος νὰ μένη πάντοτε ἀρνητικὴ, ἐλαχίστου δὲ θετικὴ. Ὑποθέσωμεν πρῶτον ὅτι τῆς ἐξίσωσις

$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{2} + 2 \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta\psi} \frac{\theta}{\tau} + \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2} = 0,$$

έπιλυομένης κατὰ τὴν ἀόριστον $\frac{0}{\tau}$, αἱ ρίζαι εἰσὶ φανταστικάι· ἦτοι ὅτι ἔχομεν τὴν σχέσιν,

$$\left(\frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi}\right)^2 < \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2},$$

ἣτις δὲν ἐκπληροῦται ἢ ὅταν $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}$ καὶ $\frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2}$ ἔχωσι τὸ αὐτὸ σημεῖον. Τότε ἡ ποσότης

$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{2} + \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi} \theta \tau + \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2} \frac{\tau^2}{2},$$

οὔτε καθίσταται ποτὲ μηδέν, οὔτε ἀλλάσσει σημεῖον, ἀλλὰ διατηρεῖ μονίμως τὸ τοῦ πρώτου αὐτῆς ὅρου $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}$. Λοιπὸν,

μέγιστον μὲν ὑπάρχει ἐὰν ὁ συντελεστὴς $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}$ ᾖναι ἀρνητικὸς, ἐλάχιστον δὲ ἐὰν θετικὸς. Ἐὰν ὅμως ἔχωμεν

$$\left(\frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi}\right)^2 > \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2},$$

αἱ ρίζαι τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{\tau^2} + 2 \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi} \frac{\theta}{\tau} + \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2} = 0,$$

ἔσονται πραγματικάι καὶ ἀνισαί· ἐπομένως ἡ ποσότης

$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{2} + \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi} \theta \tau + \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2} \frac{\tau^2}{2},$$

ποτὲ μὲν καθίσταται θετικὴ, ποτὲ δὲ ἀρνητικὴ. Ἄρα, οὔτε μέγιστον οὔτε ἐλάχιστον ὑπάρχει.

Ἄλλ' ἡ περίπτωσις καθ' ἣν

$$\left(\frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi}\right)^2 = \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2},$$

χρῆζει ἰδίας διασκοπήσεως. Τότε τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{\tau^2} + 2 \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi} \frac{\theta}{\tau} + \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2} = 0$$

αἱ ρίζαι ἔσονται ἴσαι. Καλοῦντες μ. τὸν λόγον τοῦ $\frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi}$

πρὸς $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}$, ἔχομεν

$$\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{2} + \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi} \theta \tau + \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2} \frac{\tau^2}{2} = \frac{1}{2} \frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} (\theta + \mu\tau)^2.$$

Ἄρα, ἡ ποσότης $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2} \frac{\theta^2}{2} + \frac{\delta^2\omega}{\delta x \delta \psi} \theta \tau + \frac{\delta^2\omega}{\delta \psi^2} \frac{\tau^2}{2}$

ἔχει ἐν γένει τὸ αὐτὸ τοῦ $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}$ σημεῖον, καὶ δὲν μηδενίζεται ἢ ὅταν $\theta = -\mu\tau$. Τότε ὑπάρχει μέγιστον ἢ ἐλάχιστον, ἐὰν ἡ ὑπόθεσις $\theta = -\mu\tau$ μηδενίζῃ τὴν ὁμάδα

τῶν ὅρων τῆς τρίτης τάξεως μεταδίδουσα τὸ τοῦ $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}$ σημεῖον τῇ ὁμάδι τῶν ὅρων τῆς τετάρτης τάξεως. Ταῖς μὲν ἀρνητικαῖς τιμαῖς τοῦ $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}$ συστοιχεῖ μέγιστον, ταῖς δὲ θετικαῖς ἐλάχιστον.

151. Ἐὰν αἱ τιμαὶ α καὶ β, αἱ ἀποκαθιστῶσαι μηδέν τοὺς ὅρους τῆς πρώτης τάξεως, ἀφανίζωσι καὶ τοὺς τῆς δευτέρας, δῆλον ὅτι δὲν δύνανται συστοιχεῖν μεγίστῳ ἢ ἐλαχίστῳ ἢ ὅταν ἐπίσης ἀφανίζωσι τοὺς ὅρους τῆς τρίτης τάξεως, οὐχὶ δὲ καὶ τοὺς τῆς τετάρτης. Πρὸς τούτοις, πρέπει τὸ ἄθροισμα τῶν ὅρων τούτων τῆς τετάρτης τάξεως νὰ διατηρῇ μονίμως τὸ σημεῖον — ὅπως ὑπάρχῃ μέγιστον, ἢ τὸ σημεῖον + ὅπως ὑπάρχῃ ἐλάχιστον. Καὶ οὕτω καθεξῆς.

152. Τα προαποδοθέντα εξαγόμενα καθίστανται έπιφανείας ω ως τετραγμένην έπιφανείας ξ ς x και ψ είσι τετρημένα. Όταν ή συνέθεσις ω και αι παραγόμεναι αύτης ώσι συνεχείς, έννοοϋμεν τῷ όντι άμέσως ότι, άδύνατον ύπάρχειν μέγιστον ή έλάχιστον κατά σημείον δοθέν τής έπιφανείας, ή όταν αι έφαπτόμεναι τῶν δύο τομῶν ταύτης, γινομένων κατά τὸ σημείον τοϋτο υπό έπιπέδων παραλλήλων τοίς $X\Omega$ και $\Psi\Omega$, ώσι παράλληλοι τῷ έπιπέδῳ $X\Psi$. ώστε, τὸ έπίπεδον όπερ έφαπτεται τής έπιφανείας κατά τὸ περι οϋ λόγος σημείον, είναι και αύτὸ παράλληλον τῷ $X\Psi$. Η πρώτη αύτη συνθήκη δίδει τὰς εξισώσεις $\frac{\delta\omega}{\delta x} = 0, \frac{\delta\omega}{\delta\psi} = 0$. Προσέτι, άμρότεραι αι άπο

ρήθεισαι καμπύλαι τῶν τομῶν πρέπει τὰ στρέφωσι τὰ κοίλα αύτῶν πρὸς τὸ αϋτὸ μέρος· άρα άπαιτεΐται νά έχωσιν αι διαφορικοι συντελεσταί $\frac{\delta^2\omega}{\delta x^2}, \frac{\delta^2\omega}{\delta\psi^2}$, τὸ αϋτὸ σημείον. Άλλή τελευταία αύτη συνθήκη μόνη δέν έπαρκεί έν γένει ύπογνωσθῆ μετά βεβαιότητας ή ύπερξίς τοϋ μεγίστου ή τοϋ έλάχιστου· σὺν ταύταις προσληπτέον και τὰς άνωτέρω δοθείσας.

153. Οί αϋτοί κανόνες εφαρμόζονται και έπί συνεκθέσεων έκ πλειόνων μεταβλητῶν ανεξαρτήτων συγκροτουμένων· άλλή αι συνθήκαι τής ύπάρξεως τοϋ μεγίστου ή τοϋ έλάχιστου είσι μάλλον πολύπλοκαι.

154. Πρὸς εφαρμογήν τῶν προαποδοθέντων κανόνων τεθείσθω τὸ εξής πρόβλημα.

Εύρεΐν τήν έλάχιστην ή τήν μέγιστην άπασῶν τῶν εϋθειῶν άγομένων από σημείου δοθέντος έπί καμπύλην δοθεΐσαν.

Έστωσαν, $a, \epsilon,$ αι συντετάγμεναι τοϋ δοθέντος σημείου $x, \psi,$ αι τοϋ τυχόντος τής καμπύλης. Η έκθεσις τοϋ μήκους τῶν περι οϋ λόγος γραμμῶν έσεται

$$\sqrt{(x - a)^2 + (\psi - \epsilon)^2}$$

Πρόκειται όρῆσαι τήν τιμήν τής x τῆ συνθήκη τοϋ άποκαθι-

στῶν τήν έκθεσιν ταύτην μέγιστην ή έλάχιστην. Διαφορίζοντες πρὸς x εύρίσκομεν

$$\frac{x - a + (\psi - \epsilon) \frac{\delta\psi}{\delta x}}{\sqrt{(x - a)^2 + (\psi - \epsilon)^2}}$$

Έξισοϋντες δέ μηδενί τὸν διαφορικὸν τοϋτον συντελεστήν,

$$x - a + (\psi - \epsilon) \frac{\delta\psi}{\delta x} = 0, \quad \text{όθεν} \quad \frac{\psi - \epsilon}{x - a} = - \frac{1}{\frac{\delta\psi}{\delta x}}$$

Έπειδῆ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ έμφανίει τήν τριγωνομετρικὴν έφαπτομένην τής περιεχομένης γωνίας υπό τής έφαπτομένης τής καμπύλης και τοϋ άξονος τῶν x , δηλον εκ τοϋ εξαγομένου τούτου, ότι αι έλάχισται ή αι μέγισται γραμμαι, από τοϋ δοθέντος σημείου έπί τήν καμπύλην άγόμεναι, τέμνουσι ταύτην πρὸς όρθάς.

Λάβωμεν ήδη τὸν διαφορικὸν συντελεστήν τής δευτέρας τάξεως·

$$\frac{1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 + (\psi - \epsilon) \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}}{\sqrt{(x - a)^2 + (\psi - \epsilon)^2}} \cdot \frac{\left[(x - a) + (\psi - \epsilon) \frac{\delta\psi}{\delta x} \right]^2}{[(x - a)^2 + (\psi - \epsilon)^2]}$$

Παραλείποντες τὸν δεϋτερον όρον, άρνηζόμενον συνεπαίγ τις άνωτέρω τεθείσης εξισώσεως, βλέπομεν ότι τὸ σημείον τοϋ διαφορικοϋ συντελεστοϋ τούτου έξαρταται από τοϋ σημείου τής ποσότητος

$$1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 + (\psi - \epsilon) \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$$

Υποθέσωμεν $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ θετικόν· ήτοι τήν καμπύλην στρέφωσαν τὰ κυρτά αύτης πρὸς τὰ κάτω τοϋ πίνακος. Η προηγούμενη ποσότης έσεται πάντοτε θετική εάν ή διαφορά $\psi - \epsilon$

ἦναι θετική· ἦτοι εἰ τὸ δοθὲν σημεῖον Σ (Σχ. 31) κείται ἐγγύτερον τοῦ ἄξονος τῶν x ἢ τὸ σημεῖον Μ τῆς καμπύλης πρὸς δ ἢ κάθετος διευθύνεται. Ὅθεν ἔπεται ὅτι, τὸ ἀπόστημα ΣΜ, ἐν τῇ περιπτώσει ταύτῃ, ἔσεται ἀείποτε ἐλάχιστον, ὅπερ σαφές. Ἀλλ' ἐάν,

$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ ὑποτιθεμένου πάντοτε θετικοῦ, ἢ

διαφορὰ $\psi - \epsilon$ ἦναι ἀρνητική, ἦτοι τὸ δοθὲν σημεῖον μᾶλλον ἀπέχη τοῦ ἄξονος τῶν x ἢ τὸ Μ, ἢ ποσότης περὶ τῆς ὁλόγως ἔσεται θετική, καὶ ὑπάρξει ἐλάχιστον ἐάν τὸ ἀπόστημα

$$1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2$$

$\epsilon - \psi$ ἦναι ἔλαττον $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ · ἐνῶ ἢ αὐτὴ ποσότης

ἔσεται ἀρνητική καὶ ὑπάρξει μέγιστον, ἐάν τὸ ἀπόστημα

$$1 - \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2$$

$\epsilon - \psi$ ἦναι μείζον

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$$

Ἐν § 196 θέλομεν ἰδεῖ ὅτι ἡ τιμὴ

$$\epsilon - \psi = \frac{1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2}{\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}}$$

συστοιχεῖ σημεῖον τι K τῆς καθέτου οὕτω κειμένῃ, ὥστε ὁ γραφόμενος κύκλος, κέντρω μὲν τῷ σημείῳ τούτῳ ἀκτῖνι δὲ ΚΜ, ταυτίζεται τῇ προτεθείσῃ καμπύλῃ, ἐν ἀποστάσει ἀπειροστημορίῳ ἐκατέρωθεν τοῦ σημείου Μ, μᾶλλον ἢ πᾶς ἕτερος κύκλος. Ἄρα, φανερόν ὅτι τὸ σημεῖον τοῦτο Κ διαχωρίζει ἐπὶ τῆς καθέτου τὰ σημεῖα Σ₁ δι' ἃ ἡ ἀπόστασις Σ₁Μ εἶναι ἐλάχιστον, ἀπὸ τῶν σημείων Σ₂ δι' ἃ ἡ ἀπόστασις Σ₂Μ εἶναι μέγιστον.

Ἡ περίπτωση καθ' ἣν ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ εἶναι ἀρνητικὸς ἐπιδεχτική ἐστὶν ὁμοίων παρατηρήσεων.

155. Ἐν τῇ μερικῇ περιπτώσει καθ' ἣν ἀντὶ προτεθείσης καμπύλης λάβωμεν κύκλον δηλούμενον ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$x^2 + \psi^2 = \Lambda^2,$$

εὐρήσομεν τὰς τιμὰς

$$x = \frac{\pm a\Lambda}{\sqrt{a^2 + \epsilon^2}}, \quad \psi = \frac{\pm \epsilon\Lambda}{\sqrt{a^2 + \epsilon^2}},$$

Ὅταν α καὶ ε ᾖσι θετικαί, τὰ μὲν ἀνώτερα σημεῖα συστοιχοῦσιν ἐλάχιστῳ, τὰ δὲ κατώτερα μεγίστῳ, ὡς δείκνυσι τὸ αὐτὸ καὶ τὸ σημεῖον τοῦ δευτέρου διαφορικῷ συντελεστοῦ. Τὰ δύο σημεῖα εἰσὶν αἱ τομαὶ τοῦ κύκλου πρὸς τὴν ζευγνύουσαν τὸ κέντρον τῷ δοθέντι σημείῳ εὐθείαν.

156. Θεωρήσωμεν προσέτι τὴν ἐξῆς πρότασιν.

Ἀπασῶν τῶν δύο σημεία δύο καμπύλων δεδομένων ζευγνυουσῶν εὐθειῶν εὐρεῖν τὴν μεγίστην καὶ τὴν ἐλάχιστην.

Ἐστῶσαν x, ψ, αἱ συντεταγμέναι σημείου τοῦ τυχόντος τῆς πρώτης καμπύλης· x', ψ', αἱ τοῦ τυχόντος ἐπίσης σημείου τῆς δευτέρας. Τὸ μῆκος τῶν περὶ ὧν ὁ λόγος γραμμῶν δηλοῦται ἐν γένει ὑπὸ

$$Z = \sqrt{(x - x')^2 + (\psi - \psi')^2}.$$

Τὴν ἔκθεσιν ταύτην θεωρητέον ὡς συνέκθεσιν τῶν δύο ἀνεξαρτήτων μεταβλητῶν x, x', θεωρουμένης τῆς μὲν ψ ὡς συνέκθεσεως τῆς x μόνης, τῆς δὲ ψ' ὡς συνέκθεσεως τῆς x' μόνης. Ἐφαρμόζοντες τοὺς ἐν § 150 κανόνας, ἔχομεν

$$\frac{\delta Z}{\delta x} = \frac{x - x' + (\psi - \psi') \frac{\delta\psi}{\delta x}}{\sqrt{(x - x')^2 + (\psi - \psi')^2}}, \quad \frac{\delta Z}{\delta x'} = \frac{x - x' - (\psi - \psi') \frac{\delta\psi'}{\delta x'}}{\sqrt{(x - x')^2 + (\psi - \psi')^2}}.$$

Ἐξισοῦντες δὲ μηδενί τοὺς δύο τούτους διαφορικοὺς συντελεστές,

$$x - x' + (\psi - \psi') \frac{\delta\psi}{\delta x} = 0, \quad x - x' + (\psi - \psi') \frac{\delta\psi'}{\delta x'} = 0.$$

ὅθεν

$$\frac{\psi - \psi'}{x - x'} = - \frac{1}{\frac{\delta\psi}{\delta x}} = - \frac{1}{\frac{\delta\psi'}{\delta x'}}.$$

Γνωστὸν καθίσταται ἐν πρώτοις ὅτι ἡ γραμμὴ, ἧς τὸ μῆκος εἶναι μέγιστον ἢ ἐλάχιστον, τέμνει πρὸς ὀρθὰς ἀμφοτέρως τὰς καμπύλας. Λαμβάνοντες ἤδη τοὺς διαφορικοὺς συντελεστές τῆς δευτέρας τάξεως ἔχομεν, παραλειπομένων τῶν συνεπειᾶ τῶν προηγουμένων ἐξισώσεων μηδενιζομένων ὄρων,

$$\frac{\delta^2 Z}{\delta x^2} = \frac{1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 + (\psi - \psi') \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}}{\sqrt{(x - x')^2 + (\psi - \psi')^2}},$$

$$\frac{\delta^2 Z}{\delta x \delta x'} = \frac{1 + \frac{\delta\psi}{\delta x} \frac{\delta\psi'}{\delta x'}}{\sqrt{(x - x')^2 + (\psi - \psi')^2}},$$

$$\frac{\delta^2 Z}{\delta x'^2} = \frac{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2 - (\psi - \psi') \frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}}{\sqrt{(x - x')^2 + (\psi - \psi')^2}}.$$

Ὅθεν συνάγομεν ὅτι, ἵνα ὑπάρχη μέγιστον ἢ ἐλάχιστον, ἀπαιτεῖται, ἐν πρώτοις, νὰ ἔχωσι τὸ αὐτὸ σημεῖον αἱ ποσότητες

$$1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 + (\psi - \psi') \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}, \quad 1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2 - (\psi - \psi') \frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}.$$

Προσέτι δὲ νὰ ἐκπληρωθῆ ἡ σχέσηις

$$\left(1 + \frac{\delta\psi \delta\psi'}{\delta x \delta x'}\right)^2 < \left[1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 + (\psi - \psi') \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}\right] \left[1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2 - (\psi - \psi') \frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}\right].$$

Ἡ τελευταία αὕτη συνθήκη μόνη ἐπαρκεῖ συνέπεια αὐτῆς εἶναι ἀναγκαίως ἢ προηγουμένη.

Περιπτώσεις καθ' ἃς ὑπάρχουσι σχέσεις τῶν μεταβλητῶν πρὸς ἀλλήλας.

157. Εἰς πλείστας οὐσιώδεις προτάσεις, πλὴν τοῦ ὅρου τοῦ ν' ἀποκαθιστῶσιν αἱ ζητούμεναι τιμαὶ τῶν μεταβλητῶν μέγιστον ἢ ἐλάχιστον συνέκθεσιν τινα Φ , ἀπαιτεῖται προσέτι νὰ ἐκπληρωθῶσι σχέσεις δηλουμέναις ὑπὸ ἐξισώσεων δεδομένων μεταξὺ τῶν μεταβλητῶν τούτων. Φανερόν δὲ ὅτι ὁ ἀριθμὸς τῶν ἐξισώσεων τούτων πρέπει ἀναγκαίως νὰ ᾖ ἐλάσσων τοῦ ἀριθμοῦ τῶν μεταβλητῶν ἀφ' ὧν ἡ τελεία συνέκθεσις ἐξαρτᾶται. Ἐστω, π. χ.,

$$\Phi = \Sigma(x, \psi, \omega).$$

Τεθείσθω δὲ ὅτι x, ψ, ω , πρέπει νὰ ἐπαληθεύωσι τὴν σχέσιν

$$\Lambda = 0.$$

Λ δηλοῦντος συνέκθεσιν δοθείσαν τῶν x, ψ, ω . Ἡ φυσικωτέρα παρουσιαζομένη μέθοδος εἶναι, νὰ ἐπιλύσωμεν τὴν ἐξίσωσιν $\Lambda = 0$ πρὸς μίαν τῶν μεταβλητῶν, π. χ. πρὸς ω , καὶ ν' ἀντεισάξωμεν τὴν τιμὴν ταύτης ἐν τῇ $\Sigma(x, \psi, \omega)$. Τῆς συνέκθεσεως Φ μὴ περιεχομένης πλέον τότε ἢ τὰς δύο μεταβλητάς x, ψ , αὗται εἶναι ὅλως ἀνεξάρτητοι, τὸ πρόβλημα ἀχθῆσεται οὕτως ἐν τῇ προηγουμένῃ περιπτώσει.

Ὡσαύτως, ὅταν αἱ μεταβληταὶ x, ψ, ω , συνδέωνται σχέσεσι δηλουμέναις ὑπὸ δύο ἐξισώσεων,

$$\Lambda = 0, \quad \text{M} = 0,$$

ἐξάγομεν ἐκ τούτων τὰς τιμὰς τῶν ψ καὶ ω συνέκθει τῆς x , καὶ καθιστῶμεν αὐτάς ἐν τῇ $\Sigma(x, \psi, \omega)$. Οὕτως ἡ συνέκθεσις Φ περιεκτικὴ ἔσται τῆς μόνης ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς x .

Ἄλλ' ἐπειδὴ ἐν γένει εἶναι δυσκολώτατον ἢ καὶ ἀδύνατον πολλάκις ἀπαλείψαι οὕτω τὰς μεταβλητάς διὰ τῶν δοθεισῶν ἐξισώσεων, παρατηρητέον ὅτι ἡ συνθήκη τοῦ μεγίστου ἢ τοῦ ἐλαχίστου τῆς συνεκθέσεως Φ ἀπαιτεῖ τὴν ὑπαρξίν τῆς σχέσεως,

$$\frac{\delta\Phi}{\delta x} \delta x + \frac{\delta\Phi}{\delta\psi} \delta\psi + \frac{\delta\Phi}{\delta\omega} \delta\omega = 0.$$

Προσέτι, ἡ ἐξίσωσις τῆς συνθήκης $\Lambda = 0$ διαφορίζομένη δίδει

$$\frac{\delta\Lambda}{\delta x} \delta x + \frac{\delta\Lambda}{\delta\psi} \delta\psi + \frac{\delta\Lambda}{\delta\omega} \delta\omega = 0.$$

Ἐὰν αἱ μεταβληταὶ x, ψ, ω , ἦσαν ἄλλως ἀνεξάρτητοι, ἐπειδὴ τὰ διαφορικά $\delta x, \delta\psi, \delta\omega$, εἰσι κατ' ἀρέσκειαν, ἐκ τῆς πρώτης ἐξισώσεως ἤθελον παράγεσθαι αἱ ἐξῆς μερικά·

$$\frac{\delta\Phi}{\delta x} = 0, \quad \frac{\delta\Phi}{\delta\psi} = 0, \quad \frac{\delta\Phi}{\delta\omega} = 0.$$

Ἄλλ' αἱ τιμαὶ τῶν διαφορικῶν τούτων πρέπει νὰ ἐτυμοποιῶσι τὴν δευτέραν ἐξίσωσιν. Λοιπὸν, ἐκ τῆς δευτέρας ταύτης ἐξισώσεως λαμβάνομεν τὴν τιμὴν ἐνθὲς τῶν διαφορικῶν τούτων, π. γ. $\delta\omega$, ἀντεισάγομεν αὐτὴν ἐν τῇ πρώτῃ, ἥτις οὕτως ἔσεται περιεκτικὴ δx καὶ $\delta\psi$ μόνων. Ἰῶτα ἐξισοῦμεν μηδενὶ ἓνα ἕκαστον τῶν περιεχόντων τὰ δύο διαφορικά ταῦτα ὄριον. Τοιοῦτοτρόπως μορφοῦμεν δύο ἐξισώσεις περιεκτικὰς x, ψ, ω , αἰτίνας, σὺν τῇ $\Lambda = 0$, ὀρίσουσι τὰς ζητούμενας τιμὰς τῶν τριῶν μεταβλητῶν.

Ὅταν ὑπάρχωσι δύο ἐξισώσεις συνθήκης $\Lambda = 0, M = 0$, μορφοῦμεν τὰς δύο διαφορικάς·

$$\frac{\delta\Lambda}{\delta x} \delta x + \frac{\delta\Lambda}{\delta\psi} \delta\psi + \frac{\delta\Lambda}{\delta\omega} \delta\omega = 0,$$

$$\frac{\delta M}{\delta x} \delta x + \frac{\delta M}{\delta\psi} \delta\psi + \frac{\delta M}{\delta\omega} \delta\omega = 0,$$

δι' ὧν ἀπαλείφομεν ἐκ τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\delta\Phi}{\delta x} \delta x + \frac{\delta\Phi}{\delta\psi} \delta\psi + \frac{\delta\Phi}{\delta\omega} \delta\omega = 0,$$

δύο τῶν διαφορικῶν $\delta x, \delta\psi, \delta\omega$. Ἡ προκύψουσα ἐξίσωσις, σὺν ταῖς δυσὶ $\Lambda = 0, M = 0$, δίδουσι τὰς ζητούμενας τιμὰς τῶν τριῶν μεταβλητῶν x, ψ, ω .

Ἡ μέθοδος αὕτη ἐφαρμόζεται οἷοςδήποτε εἶναι ὁ ἀριθμὸς τῶν μεταβλητῶν ἀφ' ὧν ἡ συνέκθεσις Φ ἐξαρτᾶται, καὶ ὁ τῶν ἐξισώσεων ἐμφαινουσῶν τὰς μεταξὺ τῶν μεταβλητῶν σχέσεις· δὲν ἀπαιτεῖ ἢ ἀπαλοιφὰς μεταξὺ ἐξισώσεων πρωτοβαθμίων ἢ γραμμικῶν.

158. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Εὐρεῖν τὸ ἔχον μέγιστον ὄγκον παραλληλεπίπεδον ὀρθὸν ἀπάντων τῶν ἰσῆν ἐπιφάνειαν a^2 ἐχόντων.

Ἐστῶσαν x, ψ, ω , αἱ τρεῖς διαστάσεις τοῦ ζητουμένου παραλληλεπίπεδου. Ἡ συνέκθεσις ἔν προκειταὶ ἀποκαταστῆσαι μέγιστον εἶναι

$$\Phi = x\psi\omega.$$

αἱ δὲ τρεῖς μεταβληταὶ συνδέονται τῇ σχέσει

$$2(x\psi + x\omega + \psi\omega) = a^2.$$

Ἐφαρμόζοντες τὴν ἐν τῷ προηγουμένῳ χωρίῳ μέθοδον, εὐρίσκομεν

$$x = \psi = \omega = \sqrt{\frac{a^3}{6}}.$$

Ἄρα, τὸ μέγιστον παραλληλεπίπεδον εἶναι ὁ κύβος.

Ὅπως βεβαιωθῶμεν περὶ τῆς ἀκριβείας τοῦ ἐξαγομένου τούτου, παρατηρητέον ὅτι ὁ ὅρος τῆς δευτέρας τάξεως τοῦ ἐκτυλίγματος τῆς συνεκθέσεως $\Phi = x\psi\omega$ ἀγεται εἰς

$$\omega \cdot \delta x \delta \psi + \psi \cdot \delta x \delta \omega + x \cdot \delta \psi \delta \omega.$$

Ἐπὶ τὸν μέγιστον, ἡ ποσότης αὕτη πρέπει νὰ ἔχη τιμὴν μονήμως ἀρνητικὴν, τῇ ἐν αὐτῇ ὑποθέσει $x = \psi = \omega$, οἰαδήποτε ἂν ᾖσιν αἱ διδόμεναι τιμαὶ τοῖς $\delta x, \delta\psi, \delta\omega$, ἀρκεῖ

αὐται νὰ ἐκπληρῶσι τὴν τῆς συνθήκης ἐξίσωσιν. Ἀλλ' ὅταν $x = \psi = \omega$, ἡ μὲν προηγουμένη ποσότης ἀποκαθίσταται,

$$x (\delta x \delta \psi + \delta x \delta \omega + \delta \psi \delta \omega),$$

ἡ δ' ἐξίσωσις τῆς συνθήκης δίδει

$$\delta x + \delta \psi + \delta \omega = 0.$$

Ἀπαλείφοντες δὲ διὰ τῆς ἐξισώσεως ταύτης, λαμβάνομεν τὸν περὶ οὗ πρόκειται ὅρον τῆς δευτέρας τάξεως

$$- x (\delta x^2 + \delta x \delta \psi + \delta \psi^2),$$

ποσότητα μένουσαν ἀρνητικὴν, οἰαιδήποτε ἂν ᾖσιν αἱ τιμαὶ τῶν $\delta x, \delta \psi$.

159. Ἔπονται προβλήματα τινὰ πρὸς ἄσκησιν.

1) Δοθέντα ἀριθμὸν a τεμεῖν εἰς τρεῖς τμήματα, ὅπως τὸ ὑπ' αὐτῶν γινόμενον $x^2 \psi \omega^2$ ᾖ μέγιστον ἀπάρτητον τῶν οὕτω συγκροτουμένων.

Ἀπ. $x = \frac{\mu a}{\mu + \nu + \pi}, \quad \psi = \frac{\nu a}{\mu + \nu + \pi}, \quad \omega = \frac{\pi a}{\mu + \nu + \pi}.$

2) Ἀπάντων τῶν ὀρθῶν παραλληλεπίπεδων, ἐν οἷς τὸ ἄθροισμα τῶν τριῶν διαστάσεων ἰσοῦται a , εὑρεῖν τὸ μέγιστον ἔχον σφαιρικότητα.

Ἀπ. $x = \psi = \omega = \frac{a}{3}.$

3) Ἀπάντων τῶν σημείων ἐπιπέδου ἐξίσου φωτισμένων ὑπὸ δύο σημείων A καὶ B φωτοβόλων ἐν τῷ αὐτῷ ἐπιπέδῳ, ὧν αἱ ἐντάσεις εἰσὶν ὁμοιβαίως, κατὰ μονάδα ἀποστάσεως, μ^2 καὶ ν^2 , εὑρεῖν τὰ μέγιστα ἀπέχοντα τῆς τῶν φωτοβόλων σημεία ἐπιτεταγμένης εὐθείας $AB = a$. (Σχ. 32).

Ἀπ. $x = \frac{\mu^2 - \nu^2}{a\mu^2}, \quad \psi = \pm \frac{a\mu\nu}{\mu^2 - \nu^2}.$

Ἡ μὲν θετικὴ τιμὴ τῆς ψ συστοιχεῖ μεγίστῳ, ἡ δὲ ἀρνητικὴ ἐλάχιστῳ.

III. ΠΕΡΙ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΤΟΥ ΕΜΒΛΑΔΟΥ, ΤΟΥ ΤΟΞΟΥ, ΚΑΙ ΤΗΣ ΚΑΙΣΕΩΣ ΚΑΜΠΥΛΗΣ ΕΠΙΠΕΔΟΥ.

160. (Σχ. 33) Ἐστω δοθεῖσα καμπύλη MM' ἐμφανιζομένη, ἐν ἄξοσιν ὀρθογωνίους, τῇ ἐξισώσει

$$\psi = \Sigma(x).$$

Ἐμβαδὸν καμπύλης καλεῖται τὸ ἀπολαμβάνομενον χωρίον ὑπὸ τοῦ ἄξονος τῶν τετραμημένων, τῆς καμπύλης MM' , καὶ δύο τεταγμένων οἰωνδήποτε $MH, M'H'$, ὧν αἱ θέσεις εἰσὶν ὀρισμέναι. Ὑποθέτοντες τὴν πρώτην τεταγμένην MH διατηροῦσαν μονίμως θέσιν τινα, δηλοῦντες δὲ x τὸ μεταβλητὸν ἀπόστημα AP' , φανερόν ὅτι ἡ ἔκθεσις τοῦ ἐμβαδοῦ $MM'H'$ εἶναι συνέκθεσις τῆς τετραμημένης x , ἀπὸ τῆς φύσεως τῆς καμπύλης ἢ τῆς συνεκθέσεως $\Sigma(x)$ ἐξαρτωμένη.

Καλέσομεν e τὴν συνέκθεσιν ταύτην. Πρόκειται εὑρεῖν τὴν ἔκθεσιν τοῦ διαφορικοῦ αὐτῆς· ἢ τῆς μεταβολῆς ἣν λαμβάνει ἡ συνέκθεσις e ὅταν ἡ τετραμημένη x αὐξήσῃ κατὰ τὴν ἀπειροσθημόριον ποσότητα δx .

Ἐθεύσω ὅτι AP' ἢ x αὐξάνει κατὰ τὴν πεπερασμένην ποσότητα Δx ἢ PK . Τὸ ἐμβαδὸν e αὐξήσῃ κατὰ Δe παρασταμένην τῷ τραπέζιῳ $P'M'NK$. Δυνατὸν αἰετοῦ ὑποθέσαι Δx ἀρκούντως μικρὰν, ὅπως σταθερῶς αὐξανομένης ἢ μειουμένης τῆς συνεκθέσεως $\Sigma(x)$ ἐν τῷ ἀποστήματι PK , τὸ τραπέζιον τοῦτο περιλαμβάνηται ὑπὸ τῶν δύο ὀρθογωνίων $M'K$ καὶ NH' . Ἄρα γράφομεν

$$\Delta e = \psi \Delta x \pm \omega \Delta x, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\Delta e}{\Delta x} = \psi \pm \omega.$$

Ὁ οὕσης ποσότητος ἐλάττωτος $\Delta \psi$. Λαμβάνοντες τὰ ὅρια ἀμφοτέρων τῶν μελῶν ἔχομεν

$$\frac{\delta e}{\delta x} = \psi, \quad \text{καὶ} \quad \delta e = \psi \delta x.$$

Ἄρα, τὸ διαφορικὸν τοῦ ἐμβαδοῦ καμπύλης ἰσοῦται τῷ

γινόμενον τοῦ δx ἐπὶ τὴν συνέκθεσιν τῆς x, τὴν τῆς τεταγμένης ψ τιμὴν ἐμφαίνουσαν.

161. Ἐὰν οἱ ἄξονες, ἀντὶ νὰ τέμνονται πρὸς ὀρθὰς, περιέχωσι γωνίαν τὴν τυχοῦσαν 0, ἡ ἔκθεσις τοῦ ἀνωτέρω διαφορικοῦ ἔσεται

$$\delta\epsilon = \psi \delta x \cdot \text{ήμ. } 0.$$

162. Θεωρήσωμεν ἤδη (Σχ. 33) τὸ μῆκος τοῦ τόξου καμπύλης, τῆς MM', λογιζόμενον ἀπὸ σημείου οἰουδήποτε M μονίμου μέχρι τοῦ σημείου M' οὔτινος ἡ τετραγμένη AP' δηλοῦται x. Καλοῦμεν ε τὸ μῆκος τοῦτο, ὅπερ θεωροῦμεν ὡς συνέκθεσιν τῆς x. Ζητήσωμεν τὴν ἔκθεσιν τοῦ διαφορικοῦ αὐτοῦ.

Ἐστω Π'Κ ἡ διαφορὰ Δx, ἥτις δύνατὸν ἀέλιποτε ὑποθεθῆναι ἀρκούντως μικρὰ, ὅπως τὸ ἀντιστοιχοῦν τόξον M'N στρέφη τὸ κυρτὸν αὐτοῦ πρὸς τὸ αὐτὸ μέρος. Συμφώνως πρὸς τὰ τοῦ ΑΡΧΙΜΗΔΟΥ θεωρήματα, θεωροῦμεν πάντοτε τὸ μῆκος τοῦ τόξου τοῦτου ἀπολαμβάνομενον μεταξύ τοῦ μήκους τῆς χορδῆς αὐτοῦ M'N καὶ τοῦ μήκους τῶν μερῶν M'Γ + ΝΓ τῶν ἀγομένων ἐφαπτομένων κατὰ τὰ δύο τοῦ τόξου πέρατα. Ἄρα, ἔτι μᾶλλον τὸ τόξον περιλαμβάνεται μεταξύ M'Ρ καὶ ΝΣ· διότι M'Ρ εἶναι ἐλάσσων τῆς χορδῆς, καὶ ΣΓ μελζών

M'Γ. Ἀλλὰ $M'Ρ = \Delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x}\right)^2}$. Ἐστω

πρὸς συντομίαν $\varphi(x) = \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x}\right)^2}$. Ἐχο-

μεν $\varphi(x + \Delta x)$ διὰ τιμὴν τῆς $\varphi(x)$ κατὰ τὸ σημεῖον N τῆς καμπύλης ἀρμόζουσαν. Ἄρα, $NΣ = \Delta x \cdot \varphi(x + \Delta x)$. Οὕτω γράφομεν·

$$\Delta\epsilon > \Delta x \cdot \varphi(x), \quad \text{καὶ} \quad \Delta\epsilon < \Delta x [\varphi(x + \Delta x)].$$

$$\text{Ἀλλὰ} \quad \varphi(x + \Delta x) = \varphi(x) + \frac{\delta\varphi(x)}{\delta x} \Delta x + \frac{\delta^2\varphi(x)}{\delta x^2} (\Delta x)^2 + \dots$$

$$\text{Ἄρα,} \quad \Delta\epsilon = \Delta x \cdot \varphi(x) + \omega \Delta x, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\Delta\epsilon}{\Delta x} = \varphi(x) + \omega,$$

ω δηλοῦντος ποσότητα ἐλάσσονα τοῦ ἀθροίσματος τῶν ὄρων τοῦ ἐκτυλίγματος $\varphi(x + \Delta x)$, ἀπὸ τοῦ δευτέρου. Ἐντεῦθεν συνάγομεν, λαμβάνοντες τὸ ὄριον πρὸς 0 τείνουσιν ἐπ' ἄπειρον ἀμφότερα τὰ μέλη ὅταν Δx τείνη πρὸς τὸ μηδέν,

$$\frac{\delta\epsilon}{\delta x} = \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x}\right)^2}, \quad \text{καὶ} \quad \delta\epsilon = \delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \Sigma(x)}{\delta x}\right)^2},$$

ἢ προσέτι

$$\frac{\delta\epsilon}{\delta x} = \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2}, \quad \text{καὶ} \quad \delta\epsilon = \delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2}.$$

163. Ἐν τοῖς προηγουμένοις ὑπεθέσαμεν ὅτι ἡ τεταγμένη ἀφ' ἧς τὸ ἐμβαδὸν ε λογιζέται, ἢ τὸ μόνιμον σημεῖον τῆς καμπύλης ἀφ' οὗ τὸ τόξον ε λογιζέται, εἰσὶν οὕτω διατεθειμένα ὥστε ε καὶ ε αὐξάνουσι σὺν x. Ὄταν ἄλλως ἔχη προτάσσομεν τὸ σημεῖον — τῶν διαφορικῶν αὐτῶν, γράφοντες·

$$\delta\epsilon = -\psi \delta x, \quad \delta\epsilon = -\delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2}.$$

Προσέτι, τὸ σημεῖον τοῦ διαφορικοῦ δε μεταβάλλεται σὺν τῷ σημείῳ τῆς τεταγμένης ψ. Ἐν γένει, ὅταν αἱ θετικαὶ ψ λογιζῶνται κάτωθεν πρὸς τὰ ἄνω, τὰ μέρη τοῦ ἐμβαδοῦ καμπύλης τινος τὰ ἄνω τοῦ ἄξονος τῶν x κείμενα εἰσὶ θετικὰ, τὰ δὲ ὑπὸ τὸν ἄξονα τοῦτον κείμενα εἰσὶν ἀρνητικὰ.

164. Ἡ κλίσις τ τῆς ἐφαπτομένης ἐπὶ τὸν ἄξονα τῶν x ὀρίζεται ὑπὸ τῆς ἐξίσωσεως

$$\epsilon\varphi \tau = \frac{\delta \psi}{\delta x}.$$

ὅθεν

$$\frac{\delta\tau}{\delta x} = \text{συν}^2\tau \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \frac{\frac{\delta\psi^2}{\delta x^2}}{1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2}, \quad \eta \quad \delta\tau = \frac{\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} \delta x}{1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2}$$

165. Η τιμή αυτή του δτ καλεῖται, ὡς θέλομεν ἰδεῖ βραδύτερον, γωνία καμπυλότητας, λαμβάνεται δὲ ἀντὶ Δτ, ἥτις εἶναι ἡ γωνία τῶν δύο ἐφαπτομένων κατὰ τὰ σημεῖα ὧν αἱ τετμημένοι διαφέρουσι κατὰ δx, χωρὶς νὰ ἀλλοιωθῶσι τὰ ὅρια τῶν λόγων.

16. ΠΕΡΙ ΕΠΑΦΗΣ ΤΩΝ ΕΠΙΠΕΔΩΝ ΚΑΜΠΥΛΩΝ.

166. Δύο καμπύλαι ἀπτονται ἀλλήλων ὅταν ἔχωσιν ἐν σημείῳ κοινὸν καὶ μίαν ἐφαπτομένην κοινήν. Πρὸς τούτοις, ὅταν δύο καμπύλαι (Σχ. 34) ΓΚ, ΡΣ, ἐφάπτονται τῆς καμπύλης ΑΝ κατὰ τὸ αὐτὸ σημεῖον Μ, ἡ καμπύλη ΡΣ, μεταξὺ τῶν ἐτέρων δύο διερχομένη, θεωρεῖται ὡς ἔχουσα μετὰ τῆς καμπύλης ΑΝ ἐπαφήν στενωτέραν ἢ ἡ καμπύλη ΓΚ. Οὕτως οἱ Γεωμέτραι διακρίνουσιν ἐπαφὰς διαφόρων τάξεων, ὧν οἱ χαρακτῆρες διακρίνονται εὐκόλως τῆ θεωρίᾳ τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν ἢ συνεκθέσεων παραγομένων.

167. Ἐστωσαν $\psi = \Sigma(x)$, $\psi = \Phi(x)$, αἱ ἐξισώσεις τῶν δύο καμπύλων ἐν ἄξοσιν ὀρθογωνίαις· x δηλοῦσης τὴν τετμημένην τοῦ κοινοῦ αὐταῖς σημείου, x + 0 τὴν τετμημένην ἐτέρου σημείου ἐγγύς τῷ πρώτῳ. Αἱ σύστοιχοι τεταγμένοι ἔσονται ἀμοιβαίως

$$\Sigma(x) + \frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x} 0 + \frac{\delta^2\Sigma(x)}{\delta x^2} \frac{0^2}{2} + \frac{\delta^3\Sigma(x)}{\delta x^3} \frac{0^3}{2.3} + \dots,$$

$$\Phi(x) + \frac{\delta\Phi(x)}{\delta x} 0 + \frac{\delta^2\Phi(x)}{\delta x^2} \frac{0^2}{2} + \frac{\delta^3\Phi(x)}{\delta x^3} \frac{0^3}{2.3} + \dots$$

Ἐὰν αἱ καμπύλαι αὗται ἔχωσι μίαν κοινήν ἐφαπτομένην κατὰ τὸ σημεῖον οὐτινος x εἶναι ἡ τετμημένη, κατὰ τὸ

αὐτὸ σημεῖον ἔχομεν, οὐχὶ μόνον $\Phi(x) = \Sigma(x)$, ἀλλὰ καὶ $\frac{\delta\Phi(x)}{\delta x} = \frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x}$. Τῆς συνθήκης ταύτης ἐκπληρουμένης,

βέβαιον εἶναι ὅτι οὐδεμία ἐτέρα καμπύλη, ἥς ἔσω ἡ ἐξίσωσις $\psi = \Psi(x)$, χωρεῖ μεταξὺ τῶν δύο πρώτων, πλὴν ὅταν ἐπίσης $\frac{\delta\Psi(x)}{\delta x} = \frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x}$. Τῷ ὄντι, ἡ ἀπ' ἀλλήλων

διαφορὰ τῶν τεταγμένων τῶν δύο προτεθεισῶν καμπύλων, συστοιχουσῶν ἐπὶ τὴν τετμημένην x + 0, δηλοῦται ὑπὸ

$$\frac{0^2}{2} \left[\frac{\delta^2\Phi(x)}{\delta x^2} + \frac{\delta^3\Phi(x)}{\delta x^3} \frac{0}{3} + \dots - \left(\frac{\delta^2\Sigma(x)}{\delta x^2} + \frac{\delta^3\Sigma(x)}{\delta x^3} \frac{0}{3} + \dots \right) \right].$$

Ἐνῶ, ἐὰν ἡ περὶ ἥς ὁ λόγος συνθήκη δὲν ὑπάρχη, ἡ ἀπ' ἀλλήλων διαφορὰ τῶν τεταγμένων τῆς τρίτης καμπύλης καὶ τῆς πρώτης ἔσεται

$$\left(\frac{\delta\Psi(x)}{\delta x} - \frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x} \right) 0 + \left[\frac{\delta^2\Psi(x)}{\delta x^2} + \dots - \left(\frac{\delta^2\Sigma(x)}{\delta x^2} + \dots \right) \right] \frac{0^2}{2}.$$

Φανερόν ὅτι, λαμβανομένης 0 ὅσον δεῖ ἐλάσσονος, ἀποκαθίσταται ἀείποτε ἡ δευτέρα ἐκθεσις μεῖζων τῆς πρώτης. Ἄρα, οὐδεμία καμπύλη, $\psi = \Psi(x)$, δι' ἣν δὲν ὑπάρχει ἡ ἰσότης $\frac{\delta\Psi(x)}{\delta x} = \frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x}$, δύναται χωρῆσαι μεταξὺ τῶν $\psi = \Sigma(x)$

καὶ $\psi = \Phi(x)$, ἐν αἷς ἔχομεν $\frac{\delta\Phi(x)}{\delta x} = \frac{\delta\Sigma(x)}{\delta x}$.

Δύο γραμμαὶ ἔχουσαι ἐν σημείῳ κοινὸν καὶ ἐν αἷς ὁ διαφορικός συντελεστὴς τῆς πρώτης τάξεως τῆς τεταγμένης ἔχει τὴν αὐτὴν τιμὴν κατὰ τὸ σημεῖον αὐτὸ, ἔχουσι πρὸς ἀλλήλας ἐπαφήν τῆς πρώτης τάξεως.

168. Τελείθω ἤδη ὅτι, ἐν ταῖς δύο προτεθείσαις καμπύλαις οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ τῶν δύο πρώτων τάξεων ἔχουσι τιμὰς κοινὰς. Ἡ διαφορὰ τῶν τεταγμένων τῶν αὐτῶν καμπύλων, συστοιχουσῶν ἐπὶ τὴν τετμημένην x + 0, ἔσεται

$$\frac{\theta^3}{2.3} \left[\frac{\delta^3 \Psi(x)}{\delta x^3} + \dots - \left(\frac{\delta^3 \Sigma(x)}{\delta x^3} + \dots \right) \right].$$

ἐνῶ διά τινα τρίτην καμπύλην, ἐφαπτομένην μὲν τῆς πρώτης μὴ ἐκπληρούσης δὲ τὴν αὐτὴν συνθήκην, ἡ διαφορὰ τῶν τεταγμένων ἔσεται

$$\left(\frac{\delta^2 \Psi(x)}{\delta x^2} - \frac{\delta^2 \Sigma(x)}{\delta x^2} \right) \frac{\theta^2}{2} + \left[\frac{\delta^3 \Psi(x)}{\delta x^3} + \dots - \left(\frac{\delta^3 \Sigma(x)}{\delta x^3} + \dots \right) \right] \frac{\theta^3}{2.3}$$

Ἐπειδὴ δὲ ἡ δευτέρα ἐκθεσις, θ τεινούσης πρὸς τὸ ἕριον θ , ἀποκαθίσταται ἀείποτε μείζων τῆς πρώτης, ἔπεται ὅτι ἡ τρίτη καμπύλη ἀδύνατον διελθεῖν μεταξὺ τῶν δύο πρώτων. Ἄρα, οὐδεμία καμπύλη, ἐν ἣ ὀι διαφορικοὶ συντελεσταὶ τῶν δύο πρώτων τάξεων δὲν εἶναι ἴσοι πρὸς τοὺς τῆς καμπύλης $\psi = \Sigma(x)$, δύναται χωρῆσαι μεταξὺ ταύτης καὶ τῆς $\psi = \Phi(x)$, δι' ἣν ἡ ἰσότης αὕτη ὑπάρχει.

Αἱ γραμμαὶ ἐν αἷς οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ τῶν δύο πρώτων τάξεων ἔχουσι τιμὴν κοινὴν, λέγονται ἔχουσαι πρὸς ἀλλήλας ἐπαφὴν τῆς δευτέρας τάξεως.

169. Κατὰ τὸν αὐτὸν τρόπον ἐξακολουθοῦντες πληροφοροῦμεθα ὅτι, ἐν γένει, ἐὰν αἱ καμπύλαι $\psi = \Sigma(x)$, $\psi = \Phi(x)$, ὦσι τοιαῦται, ὥστε οἱ n πρώτοι διαφορικοὶ συντελεσταὶ τῶν συνεκθέσεων $\Sigma(x)$, $\Phi(x)$, ἔχουσι τιμὴν κοινὴν τῇ τετραμμένη x συστοιχοῦσαν, ὅτε αἱ καμπύλαι λέγονται ἔχουσαι ἐπαφὴν τάξεως n ῆς, οὐδεμία ἐτέρα γραμμὴ $\psi = \Psi(x)$ δύναται διελθεῖν μεταξὺ αὐτῶν, ἐκτός εἰ ἐκπληροῖ ἐπίσης τὴν συνθήκην τοῦ νὰ ὦσιν οἱ n πρώτοι διαφορικοὶ συντελεσταὶ τῆς συνεκθέσεως $\Psi(x)$ ἴσοι τοῖς n πρώτοις διαφορικοῖς συντελεσταῖς τῆς συνεκθέσεως $\Sigma(x)$, τῇ αὐτῇ τετραμμένη x συστοιχοῦσαι. Ἄρα, διάφοροι καμπύλαι, κατὰ τὰ αὐτὰ σημεῖον ἀπτόμενοι ἀλλήλων, θεωρητέαι εἶσιν ὡς ἔχουσαι ἐπαφὴν τοσοῦτον στενωτέραν, ὅσον μείζονα ἀριθμὸν διαφορικῶν συντελεστῶν ἔχουσιν ὧν αἱ τιμαὶ ταυτίζονται. Ὁ ἀριθμὸς τῶν κοινῶν διαφορικῶν συντελεστῶν διακρίνει τὰς διαφόρων

τάξεων ἐπαφᾶς, ὅπερ ἀδύνατον γενέσθαι διὰ μόνης τῆς Γεωμετρίας.

170. Παρατηρητέον ὅτι, γραμμαὶ ἐπαφὴν πρώτης τάξεως ἔχουσαι, δὲν τέμνονται ἐν γένει ὑπ' ἀλλήλων· διότι, τῆς διαφορᾶς τῶν τεταγμένων κατὰ τὰ ἐγγύς σημεῖα ἐχούσης ὡς παράγοντα θ^2 , δὲν μεταβάλλεται τὸ σημεῖον ὅταν μεταβληθῇ τὸ τῆς θ . Ἐὰν δὲ ἔχουσιν ἐπαφὴν δευτέρας τάξεως, τέμνονται· διότι ἡ διαφορὰ τῶν τεταγμένων πολυπλασιάζεται ἐπὶ θ^3 , ἐπομένως μεταβάλλεται τὸ σημεῖον αὐτῆς μεταβαλλομένου τοῦ τῆς θ .

Ἐν γένει, δύο γραμμαὶ τέμνουσιν ἢ οὐ ἀλλήλας, ἐνῶ συγχρόνως ἄπτονται, καθ' ὅσον ἡ ἐπαφὴ αὐτῶν εἶναι τᾶξεως ἀρτίας ἢ τᾶξεως περιττῆς.

ΣΗΜ. Εὐθεῖά τις ἐφαπτομένη καμπύλης ἔχει ἐν γένει μετ' αὐτῆς ἐπαφὴν πρώτης τάξεως, ἢτοι τᾶξεως περιττῆς· ἄρα, κεῖται κατὰ τὸ σημεῖον τῆς ἐπαφῆς ὁλόκληρος ἀφ' ἑνὸς μέρους τῆς καμπύλης. Ἐὰν τὸ τῆς ἐπαφῆς σημεῖον ἦναι σημεῖον καμπῆς, τότε ἡ ἐπαφὴ ἀποκαθίσταται τᾶξεως ἀρτίας, ἢ δ' ἐφαπτομένη διαπερᾷ τὴν καμπύλην.

171. Αἱ παραβολικαὶ γραμμαὶ εἰσὶν αἱ ἀπλούστεραι ἀπασῶν τῶν δυναμένων τεθεῖναι εἰς ἐπαφὴν μετὰ καμπύλης δοθείσης. Προκεισθωσαν

$$\psi = \Sigma(x)$$

ἡ ἐξίσωσις τῆς καμπύλης ταύτης, καὶ

$$\psi = A + Bx + Cx^2 + Dx^3 + Ex^4 + \dots + Nx^n,$$

ἐτέρω ἐμφαίνουσα καμπύλην παραβολικὴν τοῦ n ῶ βαθμοῦ. A, B, C, \dots, N , δηλοῦσι συντελεστὰς ἀτρέπτους ὁριστέους ὅπως ἡ παραβολικὴ καμπύλη ἔχη ἐπαφὴν τῆς n ῆς τάξεως μετὰ τῆς δοθείσης κατὰ τὸ σημεῖον (x', ψ') . Ἢ ζητουμένη ἐπαφὴ ὑπάρξει ἐὰν, κατὰ τὰ προαποδεδομένα, αἱ

τιμαὶ τῶν $\psi; \frac{\delta \psi}{\delta x}, \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}, \dots, \frac{\delta^n \psi}{\delta x^n};$ ἐκ τῆς δευτέρας ἐξι-

σώσεως ἔξαγόμεναι, ὦσιν ἴσαι, ὅταν $x = x'$, ταῖς τιμαῖς τῶν ὁμοίων ποσοτήτων ἐκ τῆς πρώτης ἐξαγομέναις. Οὕτω, τῇ συνθήκῃ ταύτῃ, αἱ ἀτρέπτοι A, B, C, \dots, N ,

δρίζονται, και μορφοῦμεν τὴν ἐπομένην ἐξίσωσιν τῆς παραβολικῆς καμπύλης·

$$\psi = \psi' + \frac{\delta\psi'}{\delta x'}(x-x') + \frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2} \frac{(x-x')^2}{1.2} + \frac{\delta^3\psi'}{\delta x'^3} \frac{(x-x')^3}{1.2.3} + \dots + \frac{\delta^n\psi'}{\delta x'^n} \frac{(x-x')^n}{1.2.3\dots n}$$

Ἡ ἐξίσωσις τῆς ἥς ὁ λόγος παραβολικῆς καμπύλης περιεῖχε $n + 1$ ἀτρέπτους οἰαςδήποτε, εἴθεν ἦτο δυνατόν δοῦναι αὐτῇ ἐπαφὴν τάξεως n μετὰ καμπύλης δοθείσης. Ἐν γένει, ἀεὶ ποτε συνιστῶμεν μεταξὺ μιᾶς πρώτης καμπύλης και μιᾶς δευτέρας, καθ' ἓν σημεῖον δοθὲν τῆς πρώτης, ἐπαφὴν ἥς ἡ τάξις δηλοῦται ὑπὸ τοῦ ἀριθμοῦ τῶν κατὰ βούλησιν ἀτρέπτων, ἐν τῇ ἐξίσώσει τῆς δευτέρας καμπύλης περιεχομένων, ἐλαττουμένου κατὰ μονάδα.

172. Περιοριζόμενοι εἰς τὸν πρῶτον βαθμὸν, ἔχομεν

$$\psi - \psi' = \frac{\delta\psi'}{\delta x'}(x - x')$$

ἐξίσωσιν γραμμικῆς εὐθείας ἐφαπτομένης τῆς καμπύλης $\psi = \Sigma(x)$ κατὰ τὸ σημεῖον οὐτινος αἱ συντεταγμέναι εἰσι x' και ψ' . Οὐδεμίαι, πλὴν ταύτης, εὐθεῖα δύναται διελθεῖν μεταξὺ τῆς καμπύλης και τῆς ἐφαπτομένης περὶ ἧν πρόκειται.

173. Ἡ δευτεροβάθμια ἐξίσωσις δίδει·

$$\psi - \psi' = \frac{\delta\psi'}{\delta x'}(x - x') + \frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2} \frac{(x - x')^2}{1.2}$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἐμφαίνει κοινὴν παραβολὴν, ἥς ὁ ἄξων παράλληλος τῷ ἄξονι τῶν ψ , ἐφαπτομένην τῆς δοθείσης καμπύλης κατὰ τὸ σημεῖον (x', ψ') , και ἔχουσαν μετ' αὐτῆς ἐπαφὴν τῆς δευτέρας τάξεως. Οἱ Γεωμέτραι καλοῦσι προσέτι τὴν αὐτὴν καμπύλην φιλοῦσαν τῆς δοθείσης. Οὐδεμίαι, πλὴν ταύτης, παραβολὴ δευτεροβάθμια, ἔχουσα τὸν ἄξωνα αὐτῆς παράλληλον τῶν τεταγμένων, δύναται χωρῆσαι μεταξὺ τῆς προτεθείσης καμπύλης και τῆς παραβολῆς τῆς ὑπὸ τῆς ἀνωθι ἐξίσωσεως ἐμφαινομένης.

174. Ἐν γένει, βλέπομεν ὅτι σημείου τινος, M , μιᾶς πρώτης καμπύλης ἄρισθόντος, ὅπως δοθῇ δευτέρα τινι καμπύλη ἐπαφὴ τάξεως n μετὰ τῆς πρώτης κατὰ τὸ σημεῖον τοῦτο, τὸ πᾶν συνίσταται εἰς τὸ ποιῆσαι, ὅπως ἡ ἐξίσωσις τῆς δευτέρας καμπύλης και αἱ διαφορικαὶ αὐτῆς μέχρι και συμπεριλαμβανομένης τῆς τάξεως n , ταυτοποιῶνται ὑπὸ τῶν τιμῶν τῆς τετραγμένης x' τοῦ σημείου M , τῆς τεταγμένης ψ' τοῦ αὐτοῦ, και τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν τῆς τεταγμένης ταύτης·

$$\frac{\delta\psi'}{\delta x'}, \frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}, \frac{\delta^3\psi'}{\delta x'^3}, \dots, \frac{\delta^n\psi'}{\delta x'^n}$$

Κ'. ΠΕΡΙ ΕΦΑΠΤΟΜΕΝΩΝ ΚΑΙ ΚΑΘΕΤΩΝ ΤΩΝ ΕΠΙΠΕΔΩΝ ΚΑΜΗΤΩΝ.

175. Ἡ ἐξίσωσις τῆς ἐφαπτομένης κατὰ σημεῖον οἰονδήποτε καμπύλης δοθείσης εἶναι [172], ἐν οἴωδ' ἂν ποτε συστήματι συντεταγμένων, ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\psi - \psi' = \frac{\delta\psi'}{\delta x'}(x - x')$$

x' και ψ' εἰσὶν αἱ συντεταγμέναι τῆς ἐπαφῆς· $\frac{\delta\psi'}{\delta x'}$ εἶναι ἡ τιμὴ τοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ πρώτης τάξεως τῆς συνεχόμενης $\psi = \Sigma(x)$ τῷ αὐτῷ σημείῳ συστοιχοῦσα.

176. Ἐν ἄξωσιν ὀρθογωνίαις, ἡ τῆς καθέτου τῇ καμπύλῃ ἐξίσωσις εἶναι

$$\psi - \psi' = -\frac{1}{\frac{\delta\psi'}{\delta x'}}(x - x'), \quad \text{ἢ} \quad x - x' + \frac{\delta\psi'}{\delta x'}(\psi - \psi') = 0.$$

Ἐν ἄξωσι πλαισιγωνίαις, κατὰ γωνίαν θ τεταγμέναις, ἡ ἐξίσωσις τῆς αὐτῆς γραμμικῆς ἔχει τὴν μορφήν

$$\psi - \psi' = \frac{1 + \frac{\delta\psi}{\delta x} \text{ συν } \theta}{\frac{\delta\psi}{\delta x} + \text{ συν } \theta} (x - x')$$

177. Ὅπως ἐκφράσωμεν τὴν διεύθυνσιν γραμμῆς εὐθείας, φανταζόμεθα ταύτην μεταφερθεῖσαν παραλλήλως πρὸς ἑαυτὴν ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων, καὶ θεωροῦμεν τὰς γωνίας αὗς σχηματίζει μετὰ τῶν μερῶν τῶν ἀξόνων ἐφ' ὧν αἱ συντεταγμένοι λογίζονται θετικά. Ἐστώσαν α, α', αἱ ἀμοιβαῖαι γωνίαι αὗς ἡ ἐφαπτομένη καμπύλης σχηματίζει πρὸς τὰ μέρη τῶν θετικῶν ἀξόνων. Ἡ τριγωνομετρικὴ ἐφαπτομένη τῆς γωνίας α ἔσεται $\frac{\delta\psi'}{\delta x'}$. Τὸ δὲ συνα' ἔσεται ἀείποτε ἴσον τῷ ἡμ.α. Ἄρα,

$$\text{συν } \alpha = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2}}, \quad \text{συν } \alpha' = \frac{\frac{\delta\psi'}{\delta x'}}{\sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2}}$$

Ἐὰν καθ' ὅμοιον τρόπον καλέσωμεν λ καὶ λ' τὰς περιχομένας γωνίας ὑπὸ τῆς καθέτου τῇ καμπύλῃ καὶ τῶν μερῶν τῶν ἀξόνων ἐφ' ὧν θεωροῦνται αἱ x καὶ ψ θετικά, τῆς μὲν λ ἡ τριγωνομετρικὴ ἐφαπτομένη ἔσεται $\frac{1}{\frac{\delta\psi'}{\delta x'}}$, τῆς

δὲ λ' τὸ συνημίτονον ἔσεται ἀείποτε ἴσον τῷ ἡμιτόνῳ τῆς λ. Ἄρα,

$$\text{συν } \lambda = \frac{\frac{\delta\psi'}{\delta x'}}{\sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2}}, \quad \text{συν } \lambda' = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2}}$$

τοῦ ριζικοῦ $\sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2}$ προτάττομεν ἀδιαφόρως

τὸ σημεῖον + ἢ τὸ —, ἀλλὰ πρέπει νὰ δίδωμεν αὐτῷ σημεῖον ὅμοιον ἐν ταῖς ἐκθέσει τῶν συνημιτόνων τῶν δύο γωνιῶν συστοιχουσῶν τῇ αὐτῇ εὐθείᾳ. Κατὰ τὸ σημεῖον τοῦ ριζικοῦ τούτου, αἱ δύο γωνίαι ἔσονται τοῦ μέρους τῆς γραμμῆς ὅπερ κεῖται ἀφ' ἑνὸς ἢ ἀφ' ἑτέρου μέρους τῆς ἀρχῆς τῶν συντεταγμένων. Ὅταν λαμβάνωμεν τὸ ριζικὸν τοῦτο θετικῶς, ἐννοεῖται ὅτι θεωροῦμεν τὸ μέρος ΜΣ (Σχ. 35) τῆς ἐφαπτομένης δ κεῖται, σχετικῶς πρὸς τὸ σημεῖον Μ, πρὸς τὸ μέρος τῶν θετικῶν x, καὶ τὸ μέρος ΜΝ τῆς καθέτου ὃ κεῖται, σχετικῶς πρὸς τὸ αὐτὸ σημεῖον Μ, πρὸς τὸ μέρος τῶν θετικῶν ψ.

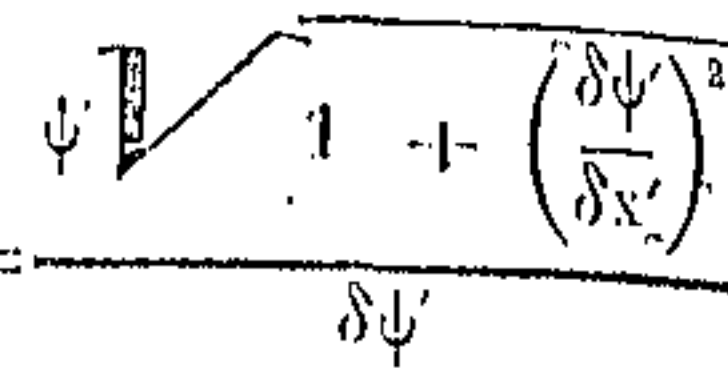
178. Προσέτι, δηλοῦντες [162] δς τὸ διαφορικὸν τοῦ τόξου καμπύλης, μεταμορφοῦμεν ὡς ἐξῆς τὰς προηγουμένας ἐκθέσεις:

$$\text{συν } \alpha = \frac{\delta x'}{\delta s'}, \quad \text{συν } \alpha' = \frac{\delta\psi'}{\delta s'}, \quad \text{συν } \lambda = \frac{\delta\psi'}{\delta s'}, \quad \text{συν } \lambda' = \frac{\delta x'}{\delta s'}$$

Ἐν τοῖς δε τοῖς τύποις τὸ ἀπειροστὸν στοιχεῖον δς' θεωρεῖται ὡς λαμβάνον ἀδιαφόρως τὸ σημεῖον + ἢ τὸ —, διότι οὐδὲν τὸ κανονίζον πρότερον καθ' ὅποιαν διεύθυνσιν τὸ τόξον s λογίζεται. Ἀλλὰ δοτέον ἀείποτε αὐτῷ σημεῖον ὅμοιον ἐν ἀμφοτέροις τοῖς συστοιχουμένοις τύποις. Καθ' ὅσον λάβομεν δς' θετικῶς ἢ ἀρνητικῶς, αἱ γωνίαι α, α', ἢ αἱ λ, λ', λογισθήσονται ἀπὸ τοῦ ἐνὸς ἢ ἀπὸ τοῦ ἑτέρου τῶν τμημάτων τῆς ἐφαπτομένης ἢ τῆς καθέτου, ἅτινα διαχωρίζει τὸ σημεῖον τῆς καμπύλης.

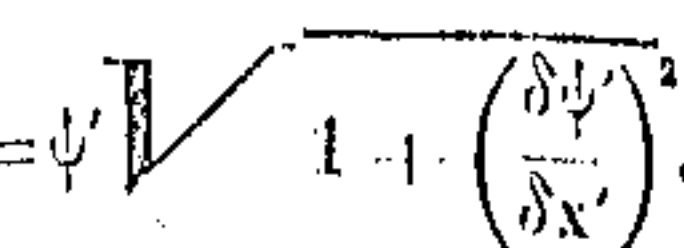
179. (Σχ. 35) Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ κατὰ τὸ σημεῖον Μ τῆς καμπύλης ἐφαπτομένη καὶ ἡ καθέτος προάγονται μέχρι οὗ συμπέσωσι τῷ ἄξονι τῶν x ἀμοιβαίως κατὰ τὰ σημεῖα Τ, Ρ. Ἐστω ψ' ἡ κατὰ τὴν ἐπαφήν τεταγμένη ΜΠ. Συμμάγομεν ὅτι

ἢ ἔφαπτομένη $MT = \frac{\psi'}{\eta\mu\alpha} = \frac{\psi'}{\frac{\delta\psi'}{\delta x'} \sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2}}$



ἢ ὄφαπτομένη $HT = \frac{\psi'}{\epsilon\phi\alpha} = \frac{\psi'}{\frac{\delta\psi'}{\delta x'}}$

ἢ κάθετος $MP = \frac{\psi'}{\sigma\upsilon\upsilon\alpha} = \frac{\psi'}{\sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2}}$



ἢ ὑποκάθετος $PP = \psi' \epsilon\phi\alpha = \psi' \frac{\delta\psi'}{\delta x'}$

ἢ τεταγμένη εἶναι μέση ἀνάλογος τῆς ἔφαπτομένης καὶ τῆς ὑποκαθέτου.

ΣΗΜ. Μήκος τῆς ἔφαπτομένης ἢ τῆς καθέτου ἐννοοῦμεν, ὡς ἄλλοι, τὸ μέρος ἐκάστης τῶν γραμμῶν τούτων τὸ ἀπολαμβάνομενον ὑπὸ τοῦ σημείου τῆς ἐπαφῆς καὶ τοῦ σημείου καθ' ὃ τέμνεται τὸ ἄξονα τῶν x.

180. Ὄταν ἡ ἀρχικὴ ἐξίσωσις τῆς καμπύλης δίδεται ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\Sigma(x, \psi) = 0,$$

ἡ διαφορικὴ αὐτῆς ἔσεται,

$$\frac{\delta\Sigma}{\delta x} \delta x + \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} \delta\psi = 0.$$

Ἔχομεν δὲ, κατὰ § 53, $\frac{\delta\psi}{\delta x} = - \frac{\frac{\delta\Sigma}{\delta x}}{\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi}}$

Συνεπεία τῆς τιμῆς ταύτης τοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, αἰ ἐν §§ 175 καὶ

176, ἐξισώσεις τῆς ἔφαπτομένης καὶ τῆς καθέτου μορφοῦνται ὡς ἑξῆς:

$$\frac{\delta\Sigma}{\delta x'}(x-x') + \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'}(\psi-\psi') = 0, \quad \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'}(x-x') - \frac{\delta\Sigma}{\delta x'}(\psi-\psi') = 0,$$

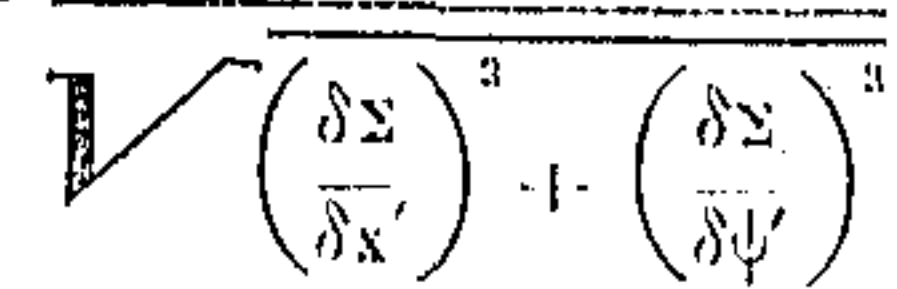
Φανερόν ὅτι, ἐκ τῆς διαφορικῆς ἐξίσωσις τῆς καμπύλης μορφοῦμεν, τὴν μὲν ἐξίσωσιν τῆς ἔφαπτομένης καθιστῶντες τὸν λόγον $\frac{\psi-\psi'}{x-x'}$ ἀντὶ τοῦ λόγου $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, τὴν δὲ τῆς κα-

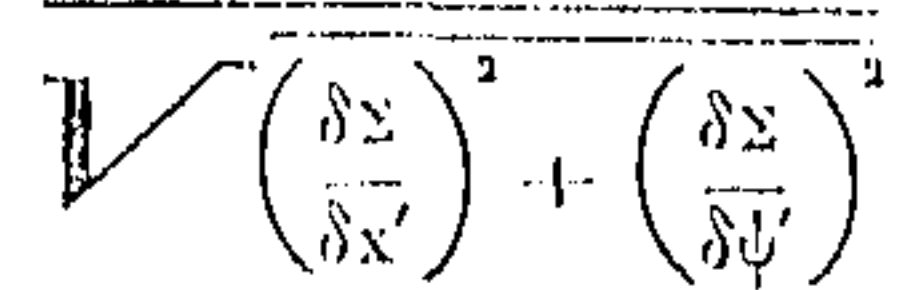
θέτου καθιστῶντες τὸν λόγον $-\frac{x-x'}{\psi-\psi'}$ ἀντὶ τοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$.

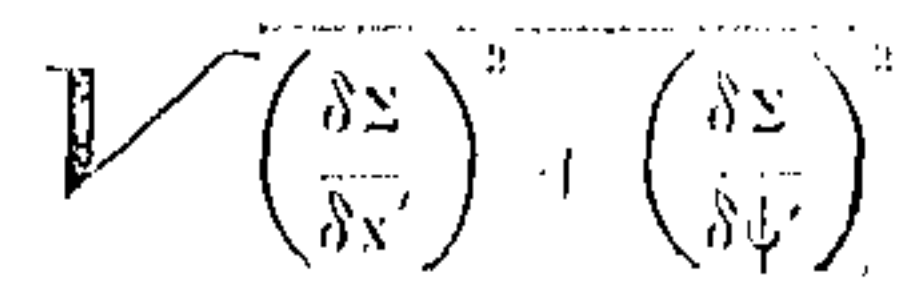
Ὄταν οἱ ἄξονες τῶν συντεταγμένων περιέχῃσι γωνίαν οἰανδήποτε 0, ἡ τῆς καθέτου ἐξίσωσις ἔχει τὴν ἐξῆς μορφήν:

$$(\psi-\psi') \left(\frac{\delta\Sigma}{\delta x'} - \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'} \sigma\upsilon\upsilon\theta \right) - (x-x') \left(\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'} - \frac{\delta\Sigma}{\delta x'} \sigma\upsilon\upsilon\theta \right) = 0,$$

Τῶν γωνιῶν θς ἡ ἔφαπτομένη καὶ ἡ κάθετος σχηματίζουσι πρὸς τοὺς ἄξονας τῶν x καὶ ψ, δηλουμένων καὶ αὐθις ἀμειβαίως ὑπὸ α, α', καὶ λ, λ', ἔχομεν:

$$\sigma\upsilon\upsilon\alpha = \frac{\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'}}{\sqrt{\left(\frac{\delta\Sigma}{\delta x'}\right)^2 + \left(\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'}\right)^2}}$$


$$\sigma\upsilon\upsilon\alpha' = \frac{\frac{\delta\Sigma}{\delta x'}}{\sqrt{\left(\frac{\delta\Sigma}{\delta x'}\right)^2 + \left(\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'}\right)^2}}$$


$$\sigma\upsilon\upsilon\lambda = \frac{\frac{\delta\Sigma}{\delta x'}}{\sqrt{\left(\frac{\delta\Sigma}{\delta x'}\right)^2 + \left(\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'}\right)^2}}$$


$$\text{συγλ}' = \frac{\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi'}}{\sqrt{\left(\frac{\delta \Sigma}{\delta x'}\right)^2 + \left(\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi'}\right)^2}}$$

Εφαρμοστέον ἤδη τοὺς γενικοὺς τούτους τύπους.

181. Ἡ ἐξίσωσις τῆς ἐλλείψεως ἢ τῆς ὑπερβολῆς ἐν ταῖς διαμέτροις εἶναι

$$\frac{x^2}{a^2} \pm \frac{\psi^2}{b^2} = 1.$$

Ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις εἶναι

$$\frac{x}{a^2} \delta x \pm \frac{\psi}{b^2} \delta \psi = 0, \quad \text{ἐξ ἧς} \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \mp \frac{b^2 x}{a^2 \psi}.$$

Αἱ ἐξισώσεις τῆς ἐφαπτομένης καὶ τῆς καθέτου εἰσὶν ἀμωιβάτως:

$$\frac{x'}{a^2} (x - x') \pm \frac{\psi'}{b^2} (\psi - \psi') = 0, \quad \text{ἢ} \quad \frac{x'x}{a^2} \pm \frac{\psi'\psi}{b^2} = 1,$$

$$\pm \frac{\psi'}{b^2} (x - x') - \frac{x'}{a^2} (\psi - \psi') = 0, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\psi'x}{b^2} \mp \frac{x'\psi}{a^2} = x'\psi' \left(\frac{1}{b^2} \mp \frac{1}{a^2} \right).$$

Τέλος εὐρίσκομεν ὅτι

$$\text{Ἐφ}^n = \frac{\psi'}{b^2 x'} \sqrt{a^4 \psi'^2 + b^4 x'^2}, \quad \text{Κ}^{\text{ος}} = \frac{1}{a^2} \sqrt{a^4 \psi'^2 - b^4 x'^2},$$

$$\text{Ἦφ}^n = \frac{a^2 - x'^2}{x'}, \quad \text{Ἦκ}^{\text{ος}} = \mp \frac{b^2 x'}{a^2}.$$

182. Ἐν τῇ ἰσοσκελεῖ ὑπερβολῇ, ἐμφαινόμενη ἐν ταῖς ἀσυμπτώτοις ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$x\psi = \frac{a^2}{2},$$

λαμβάνομεν τὰ ἐξῆς ἐξαγόμενα.

$$\psi \delta x + x \delta \psi = 0, \quad \text{ὅθεν} \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = - \frac{\psi}{x}.$$

Ἐξίσωσις τῆς ἐφαπτομένης,

$$x'\psi + \psi'x = a^2.$$

$$\text{Ἐφ}^n = \sqrt{x'^2 + \psi'^2},$$

$$\text{Κ}^{\text{ος}} = \frac{\psi'}{x'} \sqrt{x'^2 + \psi'^2},$$

$$\text{Ἦφ}^n = -x',$$

$$\text{Ἦκ}^{\text{ος}} = - \frac{\psi'^2}{x'}.$$

Τὴν ὑφαπτομένην, ἴσην οὖσαν τῇ τετραμμένῃ, λαπτέον δεξιὰ τῆς τεταγμένης· διότι ἡ ἐφαπτομένη σχηματίζει γωνίαν ἀμωιβάτην πρὸς τὰς θετικὰς x.

183. Ἐν τῇ παραβολῇ, ἐμφαινόμενη ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$\psi^2 = 2\pi x,$$

ἔχομεν τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσις

$$\psi \delta \psi = \pi \delta x, \quad \text{ἐξ ἧς} \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \sqrt{\frac{\pi}{2x}}.$$

Τὴν ἐξίσωσις τῆς ἐφαπτομένης

$$\psi'(\psi - \psi') = \pi(x - x'), \quad \text{ἢ} \quad \psi'\psi = \pi(x + x').$$

Τὴν τῆς καθέτου

$$\psi'(x - x') + \pi(\psi - \psi') = 0, \quad \text{ἢ} \quad \psi - \psi' = - \frac{\psi'}{\pi} (x - x').$$

$$\text{Ἐφ}^n = \sqrt{2x'(2x' + \pi)}, \quad \text{Κ}^{\text{ος}} = \sqrt{\pi(2x' + \pi)},$$

$$\text{Ἦφ}^n = 2x',$$

$$\text{Ἦκ}^{\text{ος}} = \pi, \quad \text{ἢτοι ἀμετάβλητος.}$$

184. Θεωρήσωμεν ἤδη τὴν λογαριθμικὴν, ἐμφαινόμενη ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$\psi = a \lambda \frac{x}{\mu},$$

α και μ εἰσι γραμμαι δοθεῖσαι, οἱ δὲ λογαριθμοὶ ὑποτίθενται νεπεριανοί. Ἔχομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\alpha}{x}$$

$$\psi - \psi' = \frac{\alpha}{x'} (x - x'), \text{ ἐξίσωσιν τῆς ἐφαπτομένης,}$$

$$\psi - \psi' = -\frac{x'}{\alpha} (x - x'), \text{ ἐξίσωσιν τῆς καθέτου,}$$

$$\Gamma\varphi^n = -x'\lambda \frac{x'}{\mu}, \quad \Gamma\kappa^{\alpha'} = \frac{\psi'\alpha}{x'} = \frac{\alpha^2\lambda \frac{x'}{\mu}}{x'}$$

Ἡ ὑφαπτομένη καὶ ἡ ὑποκάθετος ἐπὶ τοῦ ἀξονος τῶν ψ, ἔχουσι δι' ἐκθεσιν τὴν τιμὴν τῆς ψ - ψ' συστοιγούσας τῇ x = 0. Εὐρίσκομεν οὕτως

$$\Gamma\varphi^n = -\alpha, \quad \Gamma\kappa^{\alpha'} = \frac{x'^2}{\alpha}$$

185. Ἡ ἐξίσωσις, $\psi = a^x$,

ἐν ἣ α ὑποτίθεται ἡ βᾶσις τοῦ λογαριθμικοῦ συστήματος, δίδει,

$$\delta\psi = \lambda a \cdot a^x \delta x, \quad \text{ὅθεν} \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = a^x \lambda a.$$

Εὐρίσκομεν δέ

Ἐξίσωσιν τῆς ἐφαπτομένης, $\psi - \psi' = a^x \lambda a (x - x')$,

Ἐξίσωσιν τῆς καθέτου, $\psi - \psi' + \frac{a^{x-x'}}{\lambda a} (x - x') = 0$.

$$\Gamma\varphi^n = \frac{1}{\lambda a}, \quad \Gamma\kappa^{\alpha'} = \lambda a \cdot a^{2x'}$$

Οὕτως, ἡ μὲν ὑφαπτομένη εἶναι ἀμετάβλητος καὶ ἴσα τῇ διαστολῇ τοῦ λογαριθμικοῦ συστήματος, ἡ δὲ ὑποκάθετος

αὐξάνει ταχύτατα καθ' ὅσον τὸ σημεῖον τῆς ἐπαφῆς μᾶλλον ἀφίσταται τῆς ἀρχῆς τῶν συντεταγμένων.

Διὰ τὴν λογαριθμικὴν $\psi = e^x$, ἡ μόνιμος τιμὴ τῆς ὑφαπτομένης εἶναι ἡ μονάς.

186. Θεωρήσωμεν ἤδη τὴν ὑπερβατικὴν καμπύλην $Ku = κλοειδῆ$ καλουμένην. Αὕτη καταγράφεται ἐξ ἑνὸς σημείου τῆς περιφερείας κύκλου περικυλιομένου, ἀνευ ὀλισθήσεως, ἐπὶ γραμμὴν εὐθεῖαν. Αἱ ιδιότητες τῆς κυκλοειδοῦς ἔχουσι πλείστας ἀξίας λόγου ἐφαρμογᾶς ἐν τῇ Γεωμετρίᾳ καὶ τῇ Μηχανικῇ.

(Σχ. 36) Ἐστω Γ μία τῶν θέσεων τοῦ κέντρου τοῦ γεννητόρος κύκλου καὶ Μ ἡ θέσις τοῦ σημείου τῆς περιφερείας τοῦ τὴν καμπύλην καταγράφοντος. Λαμβάνομεν ὡς ἀξονα τῶν x τὴν εὐθεῖαν ἐφ' ἣν ἐπακουμβᾷ ὁ κύκλος περιηγόμενος· ὡς ἀρχὴν τῶν συντεταγμένων τὸ σημεῖον Α καὶ ὁ Μ ἦτον ἐν ἀρχῇ τῆς περικυλίσεως. Καλοῦμεν, x καὶ ψ τὰς συντεταγμένας ΑΠ καὶ ΜΠ, α τὴν ἀκτῖνα τοῦ γεννητόρος κύκλου, καὶ ω τὴν γωνίαν ΜΓΡ, περιεχομένην ὑπὸ τῆς ἀκτίνος ΓΜ καὶ τῆς διαμέτρου τοῦ κύκλου καθέτου οὔσης τῷ ἀξονι τῶν x. Ἡ γωνία αὕτη λαμβάνει πᾶσαν τιμὴν ἀπὸ 0 μέχρι ± ∞. Εὐκόλως μορφοῦμεν τὰς ἐξῆς σχέσεις

$$x = a (\omega - \eta \mu \omega), \quad \psi = a (1 - \sigma \nu \omega)$$

ἐξ ὧν ἀπαλείφομεν ω ἵνα λάβωμεν τὴν ἐξίσωσιν τῆς κυκλοειδοῦς. Ἄρχ,

$$\sigma \nu \omega = \frac{a - \psi}{a}, \quad \eta \mu \omega = \pm \frac{\sqrt{2a\psi - \psi^2}}{a}$$

ἐπομένως

$$x = a \pm \frac{a - \psi}{a} \sqrt{2a\psi - \psi^2}$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἐμφαίνει τὴν κυκλοειδῆ· παρουσιάζει δὲ ἄπειρον ἀριθμὸν μερῶν, πρὸς τε τὰς θετικὰς x καὶ πρὸς τὰς ἀρνητικὰς, ἀπάντων κειμένων ἀνω τοῦ ἀξονος τούτου, ἰσαλλήλων καὶ κατεχόντων ἐκάστου ἐπὶ τούτου διάστημα ΑΒ = 2Πα.

Προσέτι, ἕκαστον τῶν μερῶν τῆς κυκλοειδοῦς συγκροτεῖται ἐκ δύο ἡμίσεων συμμετρικῶν, ἐν τῷ μέσῳ τῶν ὁποίων ἀντιστοιχεῖ ἡ μεγίστη τεταγμένη $EZ = 2a$. Τὸ σημεῖον τοῦ ριζικοῦ ἐν τῇ τῆς καμπύλης ἐξίσωσει μεταβάλλεται εἰς τὰ δύο ἡμίσθη ἑκάστου τῶν διαδοχικῶν κλώνων· διότι, ἐπὶ μὲν τοῦ τόξου AE , ἔχομεν $\omega < \Pi$ καὶ ἡμ. $\omega > 0$, ἐπὶ δὲ τοῦ τόξου EB ἔχομεν $\omega > \Pi$ καὶ ἡμ. $\omega < 0$.

Αἱ προηγούμεναι ἐκθέσεις τῶν x καὶ ψ διαφορίζομεναι δίδουσι·

$$\delta x = a (1 - \sin \omega) \delta \omega, \quad \delta \psi = a \eta \mu. \omega \delta \omega.$$

Ἄρα,
$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{\eta \mu. \omega}{1 - \sin \omega} = \frac{\sqrt{2a\psi - \psi^2}}{\psi} = \sqrt{\frac{2a}{\psi} - 1}.$$

Τὴν τιμὴν ταύτην τοῦ $\frac{\delta \psi}{\delta x}$ λαμβάνομεν προσέτι διαφορίζοντες τὴν ἐξίσωσιν τῆς κυκλοειδοῦς.

Ἐκ τῶν γενικῶν ἐν § 175 τύπων συνάγομεν.

Τὴν ἐξίσωσιν τῆς ἐφαπτομένης,
$$\psi - \psi' = \sqrt{\frac{2a}{\psi'} - 1} (x - x').$$

Τὴν ἐξίσωσιν τῆς κάθετου,
$$\psi - \psi' = \frac{1}{\sqrt{\frac{2a}{\psi'} - 1}} (x - x').$$

Ἐφ^η = $\psi' \sqrt{\frac{2a}{2a - \psi'}} = M\Gamma$. $K^{\circ\sigma} = \sqrt{2a\psi'} = M\Phi$.

Ἐφ^η = $\psi' \sqrt{\frac{\psi'}{2a - \psi'}} = \Pi\Gamma$. $\Upsilon\kappa^{\circ\sigma} = \sqrt{2a\psi' - \psi'^3} = \Pi\Phi$.

Ἡ κάθετος τέμνει ἀείποτε τὸν ἄξονα τῶν x καθ' ὃ σημεῖον ὁ ἄξων οὗτος ἐφάπτεται τοῦ γεννήτορος κύκλου. Ἄρα, κατασκευάζομεν τὴν ἐφαπτομένην κατὰ σημεῖον M δοθέν τῆς κυκλοειδοῦς, γράφοντες τὸν γεννήτορα κύκλον καὶ

προεκβάλλοντες τὴν χορδὴν ΔM , ἥτις ἔσεται ἡ ζητούμεν ἑφαπτομένη. Ἄλλ' ἀποφεύγομεν τὴν κατασκευὴν τοῦ κύκλου τούτου καθ' ἕκαστον σημεῖον τῆς καμπύλης, κατασκευάζοντες ἡμικύκλιον αὐτοῦ ἐπὶ τὴν μείζονα τεταγμένην τῆς κυκλοειδοῦς, καὶ ἄγοντες ἀπὸ τοῦ δοθέντος σημείου, M' , τὴν πρὸς ὀρθῶς $M'H$ ἐπὶ τὴν EZ . Ἡ παράλληλος $M'G'$ τῇ χορδῇ $E\Theta$ ἔσεται ἡ ζητούμεν ἑφαπτομένη τῆς κυκλοειδοῦς κατὰ τὸ σημεῖον M' .

ΚΑ'. ΘΕΩΡΙΑ ΤΩΝ ΛΕΥΜΠΩΤΩΝ.

187. Ἐστω
$$\psi = \gamma x + \epsilon$$

ἐξίσωσις ἐμφαίνουσα εὐθεῖαν ἀσύμπτωτον καμπύλης δοθείσης μὴ οὔσαν παράλληλον ταῖς τεταγμέναις. Ἐκ τῆς Ἀναλυτικῆς Γεωμετρίας γνωρίζομεν ὅτι·

$$\gamma = \delta \rho \iota \omicron \nu \frac{\psi}{x}, \quad \text{καὶ} \quad \epsilon = \delta \rho \iota \omicron \nu (\psi - \gamma x).$$

Ἐκθέσωμεν ἥδη τὴν γενικὴν μέθοδον δι' ἧς λογιζονται αἱ δύο ποσότητες γ, ϵ , ἐν ταῖς ἀλγεβρικαῖς καμπύλαις.

Ἐστω $\Sigma(x, \psi) = 0$ ἡ ἐξίσωσις καμπύλης τάξεως μ . Τὴν ἐξίσωσιν ταύτην γράφομεν καὶ ὑπὸ τὴν μορφήν

$$(1) \quad \Sigma_0(x, \psi) + \Sigma_1(x, \psi) + \Sigma_2(x, \psi) + \dots = 0,$$

συναθροίζοντες τοὺς ἰσοβαθμοὺς ἄρους, καὶ δηλοῦντες $\Sigma_0, \Sigma_1, \Sigma_2, \dots$, τὸ σύνολον τῶν ἄρων τῶν βαθμῶν $\mu, \mu - 1, \mu - 2, \dots$. Λαμβάνομεν ὡς ἄγνωστον τὸν μεταβλητὸν λόγον τῶν συντεταγμένων σημείου τινος τῆς καμπύλης. Θέτομεν

$$\frac{\psi}{x} = k, \quad \eta \quad \psi = kx,$$

ἐπομένως ἡ ἐξίσωσις (1) καθίσταται

$$(2) \quad \Sigma_0(x, kx) + \Sigma_1(x, kx) + \Sigma_2(x, kx) + \dots = 0.$$

Οἱ ἐν $\Sigma_0(x, kx)$ ἄροι περιέχουσιν ἅπαντες x εἰς τὴν μ -ῆν

δύναμιν· οί εν $\Sigma_1(x, kx)$ περιέχουσιν ατήν εις την $(\mu-1)$ ην δύναμιν· και ούτω καθ' εξής. Οί πολυπλασιασται τών δυνάμεων $\mu, \mu-1, \mu-2, \dots$, τής x , έσονται αι τιμαί δε λαμβάνουσι τά πολυώνυμα $\Sigma_0(x, \psi), \Sigma_1(x, \psi), \dots$, κ. τ. έ. τή εν αυτοίς αντισταγωγή 1 αντί x , και k αντί ψ .

Η εξίσωσις (2), τή διά x^μ διαιρέσει λαμβάνει την μορφήν

$$(3) \quad \Sigma_0(1, k) + \Sigma_1(1, k) \frac{1}{x} + \Sigma_2(1, k) \frac{1}{x^2} + \dots = 0.$$

Τής τιμής τής x τεινούσης προς τὸ άπειρον, τοῦ δὲ k προχωροῦντος προς τινα πεπερασμένην τιμήν γ , άπαντες οί όροι από τοῦ δευτέρου, μηδενίζονται εν τῷ όριῳ, και έχομεν

$$(4) \quad \Sigma_0(1, \gamma) = 0.$$

Άρα, συνάγομεν ότι, οί συντελεσται τής x εν ταίς εξισώσεσι τών άσυμπτώτων, εισιν αι ρίζαι τής εξισώσεως ήν λαμβάνομεν ισοθντες μηδενί τὸ σήνολον τών άνωτέρου βαθμοῦ όρων τής εξισώσεως τής τεθείσης καμπύλης, εν οίς αντισταγομεν 1 αντί x και γ αντί ψ .

Ζητήσωμεν ήδη την τιμήν τής ϵ , επί την άρχήν τεταγμένης τής άσυμπτώτου. Προς τοῦτο καλοῦμεν θ την μεταβλητήν διαφοράν $\psi - \gamma x$, εν ή ψ και x δηλοῦσι τὰς συντεταγμένας τοῦ τυχόντος σημείου τής καμπύλης, γ δὲ μιαν ρίζαν πραγματικὴν τής εξισώσεως $\Sigma_0(1, \gamma) = 0$. Έξομεν

$$\psi - \gamma x = 0, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \frac{\psi}{x} = k = \gamma + \frac{\theta}{x}.$$

Αντισταγοντες $\gamma + \frac{\theta}{x}$ αντί k εν τή εξισώσει (3), λαμβάνομεν

$$(5) \quad \left\{ \begin{array}{l} \Sigma_0(1, \gamma) + \Sigma'_0(1, \gamma)\theta \left| \frac{1}{x} + \frac{1}{2} \Sigma''_0(1, \gamma)\theta^2 \right| \frac{1}{x^2} \\ + \Sigma_1(1, \gamma) \left| \frac{1}{x} + \frac{1}{2} \Sigma''_1(1, \gamma)\theta^2 \right| \frac{1}{x^2} \\ + \Sigma_2(1, \gamma) \left| \frac{1}{x} + \frac{1}{2} \Sigma''_2(1, \gamma)\theta^2 \right| \frac{1}{x^2} \\ + \dots \end{array} \right\} = 0.$$

Παρασηρητέον ότι $\Sigma_0(1, \gamma) = 0$. πολυπλασιάζοντες δε επί x τούς όρους τής εξισώσεως (5), εύρισκομεν·

$$(6) \quad \left\{ \begin{array}{l} \Sigma'_0(1, \gamma)\theta + \frac{1}{2} \Sigma''_0(1, \gamma)\theta^2 \left| \frac{1}{x} + \frac{1}{2} \Sigma''_0(1, \gamma)\theta^2 \right| \frac{1}{x^2} \\ + \Sigma_1(1, \gamma) + \Sigma'_1(1, \gamma)\theta \left| \frac{1}{x} + \frac{1}{2} \Sigma''_1(1, \gamma)\theta^2 \right| \frac{1}{x^2} \\ + \Sigma_2(1, \gamma) \left| \frac{1}{x} + \frac{1}{2} \Sigma''_2(1, \gamma)\theta^2 \right| \frac{1}{x^2} \\ + \Sigma_3(1, \gamma) \left| \frac{1}{x} + \frac{1}{2} \Sigma''_3(1, \gamma)\theta^2 \right| \frac{1}{x^2} \\ + \dots \end{array} \right\} = 0.$$

Όταν x αύξάνη επ' άπειρον, θ προσχωρεί προς τινα τιμήν πεπερασμένην ϵ , εν δε τῷ όριῳ $x = \infty$, ή προηγουμένη εξίσωσις καθίσταται

$$\Sigma'_0(1, \gamma) \epsilon + \Sigma_1(1, \gamma) = 0,$$

εξ ής

$$(7) \quad \epsilon = - \frac{\Sigma_1(1, \gamma)}{\Sigma'_0(1, \gamma)}.$$

Άρα, μ όντος τοῦ βαθμοῦ τής τήν καμπύλην εμφαινούσης εξισώσεως, ή επί την άρχήν τεταγμένη τής άσυμπτώτου ισοθται, μετα σημείου εναντιου, τῷ μέρει τοῦ $(\mu-1)$ ου βαθμοῦ τής εξισώσεως τής καμπύλης, διαιρεθέντι διά τής προς ψ παραγομένης τοῦ μέρους τοῦ μ ου βαθμοῦ, x και ψ αντικαθισταμένων διά 1 και γ .

188. Όταν γ ήναι ρίζα άπλή τής εξισώσεως $\Sigma_0(1, \gamma) = 0$, ή παραγομένη $\Sigma'_0(1, \gamma)$ δὲν μηδενίζεται διά τής ρίζης ταύτης· όθεν ή εξίσωσις (7) δίδει διά την επί την άρχήν τεταγμένην ϵ μιαν τιμήν πεπερασμένην συστοιχοῦσαν τή τιμή τής γ .

Εάν γ ήναι ρίζα πολλαπλή τής $\Sigma_0(1, \gamma) = 0$, έξομεν

$$\Sigma'_0(1, \gamma) = 0.$$

και, τή υποθέσει ότι $\Sigma_1(1, \gamma)$ δὲν μηδενίζεται υπό τής αούτης τιμής τής γ , προκύπει $\epsilon = \infty$. Έπομένως, οὔδε μια άσύμπτωτος υπάρχει υπό την κλίσει την όριζομένην εκ τής τιμής ταύτης τής γ .

Όταν η πολλαπλή ρίζα της $\Sigma_0(1, \gamma) = 0$, μηδενίζη $\Sigma_1(1, \gamma)$, ο ανεξάρτητος της x όρος της εξίσωσης (6) άφαιρείται· πολυπλασιάζοντες δὲ ἐπὶ x τοὺς μένοντας όρους, καὶ μεταβαίνοντες εἰς τὸ όριον, τῆ ὑποθέσει $x = \infty$, λαμβάνομεν ἐκ τῆς αὐτῆς εξίσωσης·

$$\frac{1}{2} \Sigma''_0(1, \gamma) \epsilon^2 + \Sigma'_1(1, \gamma) \epsilon + \Sigma_2(1, \gamma) = 0.$$

Ἐν τῆ περιπτώσει ταύτῃ, δυνατόν εὔρειν διὰ ϵ δύο τιμὰς συστοιχούσας ταῖς τιμαῖς τῆς γ · τῶ ὄντι δὲ, τὸ τοιοῦτον συμβαίνει ὅταν ὑπάρχωσι δύο ἀσύμπτωτοι παράλληλοι, ἐν ταῖς εξίσωσει τῶν ὁποῖων ὁ συντελεστῆς τῆς x ἰσοῦται γ .

Ἐάν, ἡ αὐτὴ τιμὴ γ μηδενίζη προσέτι $\Sigma''_0(1, \gamma)$, $\Sigma'_1(1, \gamma)$, $\Sigma_2(1, \gamma)$, ὅτε ἀπαιτεῖται γ νὰ ᾖται τοῦλάχιστον ρίζα τριπλῆ τῆς εξίσωσης $\Sigma_0(1, \gamma) = 0$, ὅπως ὀρίσωμεν τὰς ἀντιστοιχούσας τιμὰς τῆς ϵ , προστρέχομεν εἰς τὴν εξίσωσιν·

$$\frac{1}{2 \cdot 3} \Sigma'''_0(1, \gamma) \epsilon^3 + \frac{1}{2} \Sigma''_1(1, \gamma) \epsilon^2 + \Sigma'_2(1, \gamma) \epsilon + \Sigma_3(1, \gamma) = 0.$$

Τοῦτο δὲ συμβαίνει ὅταν ἡ καμπύλη ἔχη τρεῖς ἀσυμπτώτους παράλληλους, ἐν ταῖς εξίσωσει τῶν ὁποῖων ὁ συντελεστῆς τῆς x εἶναι ἡ ρίζα αὐτῆ τῆς εξίσωσης $\Sigma_0(1, \gamma) = 0$.

Ὅμοιως ἐργαζόμεθα ὅπως ὀρίσωμεν τὰς τιμὰς τῆς ϵ ἀντιστοιχούσας εἰς τέσσαρας ἀσυμπτώτους παράλληλους, καὶ οὕτω καθ' ἑξῆς.

189. Ἐκ τῶν προεκτεθέντων προκύπτει ὅτι, ὁ ἀριθμὸς τῶν μὴ παραλλήλων τῶ ἄξονι τῶν ψ ἀσυμπτῶτων, δὲν ὑπερβαίνει τὸν μείζονα τῶν ἐκθετῶν τῆς ψ ἐν τῇ εξίσωσει τῆς προτεθείσης καμπύλης.

Σαφὲς τῶ ὄντι ὅτι, ὁ ἀριθμὸς τῶν περι ὧν ὁ λόγος ἀσυμπτῶτων ἰσοῦται, τὸ πλεῖστον, τῶ βαθμῶ τῆς εξίσωσης $\Sigma_0(1, \gamma) = 0$, ὁ βαθμὸς δὲ οὗτος δὲν ὑπερβαίνει τὸν μείζονα τῶν ἐκθετῶν τῆς ψ ἐν τῇ τῆς καμπύλης εξίσωσει.

190. Ἰνα ὀρίσωμεν τὰς τῶ ἄξονι τῶν ψ παραλλήλους ἀσυμπτῶτους, παρατηρητέον ὅτι, ἐάν $x = a$ ᾖται ἡ εξίσωσις μιᾶς τῶν εὐθειῶν τούτων, πρέπει, ἐφ' ὅσον x τείνει πρὸς

τὸ ἰσωθῆναι a , ἀπὸ τινος τιμῆς ($a \neq 0$) ὅσον ἔνεστι προσεγγιζούσης τῆ a , ἡ τεταγμένη τῆς καμπύλης ν' αὐξάνη ἐπὶ ἄπειρον καὶ καθίστασθαι μείζων πάσης ποσότητος δεδομένης. Κατὰ τὸ όριον ($x = a$), ψ ἀποκαθίσταται ἄπειρος. Ἄρα, εὔρησομεν a , ζητοῦντες τὰς πεπερασμένας τιμὰς τῆς x συστοιχούσας τιμαῖς πραγματικαῖς ἀπείροις τῆς ψ ἐν τῇ προτεθείσῃ εξίσωσει.

Λοιπὸν, συνεπεία τῶν προλεχθέντων, κατατάσσομεν τὴν εξίσωσιν τῆς καμπύλης κατὰ τὰς μειούσας δυνάμεις τῆς ψ ἥτοι δίδομεν αὐτῇ τὴν μορφήν

$$(1) \quad A\psi^v + B\psi^w + \Gamma\psi^p + \dots = 0.$$

A, B, Γ, \dots , δηλούντων ἐν γένει συνεκθέσεις τῆς x . Διαιροῦμεν διὰ ψ^v τὴν αὐτὴν εξίσωσιν καὶ ἔχομεν,

$$(2) \quad A + \frac{B}{\psi^{v-w}} + \frac{\Gamma}{\psi^{v-p}} + \dots = 0.$$

Δῆλον ἤδη ὅτι, πᾶσα τιμὴ πεπερασμένη τῆς x συστοιχοῦσα τῇ $\psi = \infty$, μηδενίσει A .

Ἄρα, ὅπως ὀρίσωμεν τὰς παραλλήλους τῶ ἄξονι τῶν ψ ἀσυμπτῶτους, ἐπιλύομεν τὴν εξίσωσιν ἢν μορφοῦμεν ἰσοῦντες μηδενὶ τὸν συντελεστῆν τῆς ἀνωτέρας δυνάμεως τῆς ψ ἐν τῇ εξίσωσει τῆς προτεθείσης καμπύλης.

Ἔπεται ὅτι, ὁ ἀριθμὸς τῶν παραλλήλων τῶ ἄξονι τῶν ψ ἀσυμπτῶτων δὲν ὑπερβαίνει τὸν βαθμὸν τῆς x ἐν τῇ συντελεστῇ τοῦ ὅρου, τοῦ περιέχοντος ψ εἰς τὴν ἀνωτέραν δύναμιν. Ἄρα δηλούντες μ τὸν βαθμὸν τῆς καμπύλης, καὶ ν τὸν μείζονα τῶν ἐκθετῶν τῆς ψ , ὁ ἀριθμὸς τῶν περι ὧν λόγος ἀσυμπτῶτων εἶναι τὸ πλεῖστον $\mu - \nu$.

Γινώσκομεν προσέτι, ὅτι ὁ ἀριθμὸς τῶν μὴ παραλλήλων ταῖς ψ ἀσυμπτῶτων δὲν εἶναι μείζων τοῦ ν . Ἄρα, καμπύλη βαθμοῦ μ ἄδύνατον ἔχειν ἀσυμπτῶτους εὐθυγράμμους πλειονας τῶν μ .

191. Λί ἀσύμπτωτοι θεωροῦνται προσέτι ὡς ἐφαπτόμεναι

ὡν τὸ τῆς ἐπαφῆς σημεῖον ἐπ' ἀπειρὸν ἀφίσταται ἐκ τῆς καμπύλης. Ἡ γενικὴ ἐξίσωσις [180]

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta x'} (x - x') + \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi'} (\psi - \psi') = 0,$$

ἀρμόζει εἰς τὴν τυχοῦσαν τῶν ἐφαπτομένων τῆς ὑπὸ τῆς ἐξίσωσεως $\Sigma(x, \psi) = 0$ ἐμφαινομένης καμπύλης ἀνήκει ἐπίσης εἰς ἀσύμπτωτόν τινα εἰ ἐν αὐτῇ ὑποτεθῶσιν αἱ συνεταγμέναι x' ἢ ψ' τῆς ἐπαφῆς ἀπειροὶ τὸ μέγεθος. Ἄρα, ὅπως λάβωμεν τὴν ἐξίσωσιν τῶν ἀσυμπτῶτων καμπύλης δοθείσης, θέτομεν ἐν τῇ ἀνωτέρω γενικῇ τῶν ἐφαπτομένων ἐξίσωσει τὴν τιμὴν τῆς ψ' εἰς x' ἐξαγομένην ἐκ τῆς $\Sigma(x', \psi') = 0$, εἶτα καθιστῶμεν $x' = +\infty$, ἢ $-\infty$, καὶ οὕτως εὐρίσκομεν ἀπάσας τὰς ἀσυμπτῶτους τὰς μὴ ταυτιζομένας ἢ μὴ οὔσας παραλλήλους τῷ ἄξονι τῶν ψ . Τὰς τελευταίας ταύτας, ἐὰν ὑπάρχωσι τοιαῦται, ποριζόμεθα καθιστῶντες ἐν τῇ αὐτῇ ἐξίσωσει τὴν εἰς ψ' τιμὴν τῆς x' ἐκ τῆς $\Sigma(x', \psi') = 0$ ἐξαγομένην, εἶτα ποιοῦντες $\psi' = +\infty$, ἢ $-\infty$, καὶ θεωροῦντες μόνον τὰ ἐξαγόμενα μὴ ἀντιστοιχοῦντα τῇ x' ἀπειρῷ.

192. Ἡ αὐτὴ μέθοδος ἐφαρμόζεται καὶ ὅταν πρόκηται οὐχὶ περὶ γραμμῆς εὐθείας, ἀλλὰ περὶ πάσης καμπύλης ἀσυμπτωτικῆς. Μορφωθείσης, κατὰ ἀρθ. III', τῆς ἐξίσωσεως $\psi = \Phi(x)$ ἐμφαινούσης καμπύλην ἔχουσαν ἐπαφὴν πρώτης τάξεως μετὰ τῆς καμπύλης $\psi = \Sigma(x)$ κατὰ τὸ σημεῖον (x', ψ') , γνωσθήσεται τὸ σχῆμα ὃ πρέπει νὰ ἔχη ἡ καμπύλη $\psi = \Phi(x)$ ὅπως ἢ ἀσύμπτωτος τῆς ἐτέρας, ἀντεισαγομένων ἐν τῇ ἐξίσωσει αὐτῆς τῶν τιμῶν τῆς ψ' εἰς x' , ἢ τῆς x' εἰς ψ' , διδομένων ὑπὸ τῆς ἐξίσωσεως $\psi' = \Sigma(x')$, εἶτα δὲ ὑποτεθεμένης x' , ἢ ψ' , ἀπειρου.

193. Τὰς προεκτεθείσας μεθόδους ἐφαρμόζοντες
1) Ἐπὶ τῇ ὑπερβολῇ, εὐρίσκομεν τὰς τῶν ἀσυμπτῶτων αὐτῆς ἐξισώσεις

$$\frac{x}{a} = \frac{\psi}{b} = 0, \quad \text{ἢ} \quad \psi = \pm \frac{b}{a} x.$$

2) Θεωροῦντες τὴν ἐξίσωσιν $\psi = \log x$, εὐρίσκομεν ὅτι ὁ ἄξων τῶν ψ εἶναι ἀσύμπτωτος τῆς καμπύλης κατὰ τὴν διεύθυνσιν τῶν ἀρνητικῶν ψ (Σχ. 18).

3) Ἐν τῇ καμπύλῃ, (Σχ. 37),
$$\psi^3 - 3ax\psi + x^3 = 0,$$
 εὐρίσκομεν μίαν ἀσύμπτωτον, τὴν ΠΙ', ἐμφαινομένην ὑπὸ τῆς ἐξίσωσεως

$$\psi = -x - a.$$

4) Ἡ ἐξίσωσις $\psi^2 = \text{συν} \frac{\psi}{x}$,

δίδει $\gamma = 0, \quad \epsilon = \pm 1$.
Ἄρα, ἡ καμπύλη ἔχει ἀσυμπτῶτους τὰς δύο εὐθείας

$$\psi = +1, \quad \psi = -1.$$

5) Θεωροῦντες τὴν ἐξίσωσιν (Σχ. 19)
$$\psi = a^x,$$

ἐὰν, κατὰ § 191, θέσωμεν ἀντὶ ψ' τὴν τιμὴν αὐτῆς $a^{x'}$ ἐν τῇ ἐξίσωσει τῆς ἐφαπτομένης, ἔξομεν

$$\psi - a^{x'} = \lambda a^{x'} (x - x').$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη τῇ ὑποθέσει $x' = -\infty$ ἄγεται εἰς
$$\psi = 0.$$

ὅθεν συνάγομεν ὅτι, ὁ τῶν x ἄξων εἶναι ἀσύμπτωτος τῆς καμπύλης πρὸς τὸ ἀρνητικὸν μέρος.

6) Ἡ κισσοειδῆς, ἐμφαινομένη ὑπὸ τῆς ἐξίσωσεως
$$(2a - x)\psi^2 - x^3 = 0,$$

ἔχει (Σχ. 38) μίαν ἀσύμπτωτον $x = 2a$ ἢτοι τὴν ΤΓ'.

7) Ἡ κορχοειδῆς, ἐμφαινομένη ὑπὸ τῆς ἐξίσωσεως
$$(\psi^2 - 1 - x^2)(x - a)^2 = b^2 x^2,$$

έν ἣ ὑποθέτομεν $\theta < \alpha$ (Σχ. 39), ἔχει ἀσύμπτωτον τὴν εὐθεΐαν ΓΔ, ἧς ἡ ἐξίσωσις εἶναι

$$x = a.$$

8) Ἡ καμπύλη $\psi = \text{τέμ.}^2 x$,

(Σχ. 22) ἔχει ἀσύμπτωτον τὴν εὐθεΐαν ΖΗ, ἧς ἡ ἐξίσωσις εἶναι

$$x = \frac{1}{2} \Pi.$$

9) Ἡ καμπύλη $\psi = \frac{1}{\log x}$,

έν τῷ Σχ. 23 παρισταμένη, ἔχει ἀσύμπτωτους τὰς δύο εὐθεΐας ΗΗ', καὶ ΓΧ, ἐμφαινόμενας ἀμοιβαίως ὑπὸ τῶν ἐξισώσεων

$$x = 1, \quad \psi = 0.$$

10) (Σχ. 24). Ἡ ἐξίσωσις $\psi = \frac{x}{1 + e^x}$,

ἐμφαίνει καμπύλην ἧς οἱ κλάδοι ἔχουσι κοινὴν ἀσύμπτωτον τὴν εὐθεΐαν ΑΑ', δηλουμένην ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$\psi = \frac{1}{2} x - 1.$$

Ἐν τῇ αὐτῇ καμπύλῃ ὁ ἀξὼν τῶν x ἐφάπτεται τοῦ πρὸς τὰς θετικὰς x ἐκτεινομένου κλάδου αὐτῆς, ἡ δὲ εὐθεΐα ἧτις διχοτομεῖ τὴν γωνίαν Χ'ΟΨ' ἐφάπτεται τοῦ ἐτέρου κλάδου. Ἀμφότεραι αἱ ἐπαφαὶ εἰσὶν ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων.

ΚΒ'. ΠΕΡΙ ΤΟΥ ΦΙΛΗΤΟΡΟΣ ΚΥΚΛΟΥ. — ΠΕΡΙ ΕΝΕΙΔΙΓΜΕΝΩΝ ΤΩΝ ΕΠΙΠΕΔΩΝ ΚΑΜΠΥΛΩΝ.

194. Ἡ ἀπλουστέρα γραμμὴ, μετὰ τὴν εὐθεΐαν, εἶναι ὁ κύκλος. Ἐπειδὴ ἡ ἐξίσωσις αὐτοῦ ἐν γένει περιέχει τρεῖς ποσότητάς ἀτρέπτους, ὧν δυνάμεθα διατιθέναι κατὰ βούλησιν, δυνατόν δοῦναι κύκλῳ ἐπαφὴν δευτέρας τάξεως μεθ' οἷαςδήποτε καμπύλης.

195. Ἐπανέλθωμεν ἐν τοῖς ἐν ἀρθ. ΙΘ' ἐκτεθεισιν. Ἐστωσαν, ἐν ἀξῶσιν ὀρθογωνίοις, ἡ μὲν ἐξίσωσις καμπύλης οἷαςδήποτε

$$\psi = \Sigma(x),$$

ἡ δ' ἐξίσωσις κύκλου οἷουδήποτε

$$(\pi - x)^2 + (z - \psi)^2 = \Lambda^2.$$

Κατὰ § 171, δίδομεν τῷ κύκλῳ τούτῳ ἐπαφὴν τῆς πρώτης τάξεως μετὰ τῆς τεθείσης καμπύλης κατὰ τὸ σημεῖον αὐτῆς Μ, οὗτινος αἱ συντεταγμέναι εἰσὶ x' καὶ ψ' , ὀρίζομένων τῶν ἀτρέπτων π , z καὶ Λ , οὕτως ὥστε, ἡ ἐξίσωσις τοῦ κύκλου καὶ ἡ διαφορικὴ αὐτῆς τῆς πρώτης τάξεως

$$\pi - x + (z - \psi) \frac{\delta\psi}{\delta x} = 0,$$

νὰ ταυτοποιῶνται ὑπὸ τῶν τιμῶν τῶν x' , ψ' , $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, συσχεουσῶν τῷ σημείῳ Μ τῆς τεθείσης καμπύλης. Ἄρα ἔχομεν τὰς δύο ἐξισώσεις

$$(\pi - x')^2 + (z - \psi')^2 = \Lambda^2, \quad \pi - x' + (z - \psi') \frac{\delta\psi'}{\delta x'} = 0,$$

ὡς πρέπει νὰ ἐπαληθεύωσιν αἱ τιμαὶ τῶν π , z , Λ . Ἡ δευτέρα τῶν ἐξισώσεων τούτων, θεωρουμένων π καὶ z ὡς συντεταγμένων μεταβλητῶν, ἀνήκει εἰς τὴν κάθετον τῇ καμπύλῃ κατὰ τὸ σημεῖον Μ ἀγομένην. Ἡ ἑτέρα τῶν συντεταγμένων τούτων μένει ἀόριστος. Συνάγομεν ἐκ τούτου ὅτι, πᾶς κύκλος, τὸ κέντρον αὐτοῦ ἐπὶ τῆς κάθετου ἔχων, ἐφάπτεται τῆς καμπύλης [154].

196. Ἴνα δώσωμεν τῷ κύκλῳ ἐπαφὴν δευτέρας τάξεως μετὰ τῆς τεθείσης καμπύλης κατὰ τὸ σημεῖον αὐτῆς Μ, πρέπει ἡ ἐξίσωσις τοῦ κύκλου τούτου, καὶ αἱ διαφορικαὶ αὐτῆς τῆς τε πρώτης τάξεως καὶ τῆς δευτέρας, οὕτως

$$1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 - (z - \psi) \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = 0,$$

γὰ ἐτυμολογῶνται ὑπὸ τῶν τιμῶν τῶν x' , ψ' , $\frac{\delta\psi'}{\delta x'}$, $\frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}$, συστοιχουσῶν τῷ σημείῳ M τῆς καμπύλης. Ἄρα, διὰ τῶν τριῶν ἐξισώσεων,

$$(\pi - x')^2 + (z - \psi')^2 = \Lambda^2, \quad \pi - x' + (z - \psi') \frac{\delta\psi'}{\delta x'} = 0,$$

$$1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2 - (z - \psi') \frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2} = 0,$$

ἐντελῶς ὀρίζονται αἱ ἀτρεπτοὶ π , z , Λ . ἤτοι συνάγομεν

$$\pi - x' = \frac{\frac{\delta\psi'}{\delta x'} \left[1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2 \right]}{\frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}},$$

$$z - \psi' = \frac{1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2}{\frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}},$$

$$\Lambda = \pm \frac{\left[1 + \left(\frac{\delta\psi'}{\delta x'}\right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}}{\frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}},$$

Διὰ τῶν ἐκθέσεων τούτων καθίστανται γνωστοὶ ἡ θέσις τοῦ κέντρου τοῦ φιλήτορος κύκλου καὶ τὸ μέγεθος τῆς ἀκτίνος αὐτοῦ. Τὸ σημεῖον τῆς τιμῆς τῆς ἀκτίνος Λ εἶναι ἀρίστον ἕνεκα τοῦ ἐν τῷ ἀριθμητῇ αὐτῆς ριζικοῦ, ὅπερ λαμβάνεται ἀδιαφόρως θετικῶς ἢ ἀρνητικῶς (*). Ἄλλως ὅμως ἔχει

(*) Τὴν ἐκθεσὶν τῆς τιμῆς τῆς Λ καθιστῶσιν ἀείποτε θετικὴν λαμβάνοντες τὸ ἀρμόζον πρὸς τοῦτο σημεῖον τοῦ ριζικοῦ. Ἐὰν $\frac{\delta^2\psi'}{\delta x'^2}$ ᾖ θετικόν, ἤτοι ὅταν ἡ καμπύλη στρέφῃ τὰ κυρτὰ αὐτῆς πρὸς τὸν ἀξόνα τῶν x , λαπτέον τὸ σημεῖον $+$. Ἐν τῇ ἐναντίᾳ δὲ περιπτώσει προτιμητέον τὸ σημεῖον $-$.

πρὸς τὰς τιμὰς τῶν ποσοτήτων $\pi - x'$, $z - \psi'$, αἵτινες εἰσὶν αἱ προβολαὶ τῆς ἀκτίνος Λ ἐπὶ τῶν ἀξόνων τῶν x καὶ τῶν ψ . Τὸ σημεῖον τῶν ποσοτήτων τούτων δείκνυσι τὸ μέρος τῆς καμπύλης πρὸς ὃ κεῖται τὸ κέντρον τοῦ φιλήτορος κύκλου ἐπὶ τῆς καθέτου. Διακρίνομεν εὐκόλως ὅτι ἡ θέσις ἐν ἣ τὸ κέντρον τοῦτο εὑρίσκεται, εἶναι ἀείποτε πρὸς τὸ μέρος τῆς κοιλότητος τῆς καμπύλης.

197. Ἐπειδὴ ὁ φιλήτωρ κύκλος ἔχει πρὸς τὴν καμπύλην ἐπαφὴν ἐν γένει οὔσαν τῆς δευτέρας τάξεως, ἤτοι τάξεως ἀρτίας, ἔπεται ὅτι διαπερᾷ τὴν καμπύλην, πλὴν εἰς τινα σημεῖα ἰδιάζοντα καθ' ἃ ἡ ἐπαφὴ τάξεως ἐστὶν ἀνωτέρας τῆς δευτέρας. Ἐν τῇ τελευταίᾳ ταύτῃ περιπτώσει, εἴαν ἡ ἐπαφὴ ᾖ τάξεως περιττῆς, ἡ καμπύλη καὶ ὁ φιλήτωρ κύκλος αὐτῆς κείνται πρὸς τὸ αὐτὸ μέρος τῆς κοινῆς ἐφαπτομένης.

198. Ὁ ὀρισμὸς τοῦ φιλήτορος κύκλου δίδει τὸ μέτρον τῆς καμπυλότητος οἰασδήποτε γραμμῆς ἐν σημείῳ δοθέντι. Γραμμὴ τις θεωρεῖται ἐν γένει ἔχουσα τοσοῦτον μεζονα καμπυλότητα ἐν τινὶ σημείῳ, ὅσον μᾶλλον ἀφιστάμεθα τῆς ἐφαπτομένης, προβαίνοντες κατ' ἐλαχίστην ποσότητα ἐπὶ τῆς καμπύλης. Ἐν ἄλλοις λόγοις, ἡ καμπυλότης τόξου ἀνευ καμπῆς εἶναι ἡ γωνία ἣν πρὸς ἀλλήλας σχηματίζουσιν αἱ διευθύνσεις τοῦ πρώτου καὶ τοῦ τελευταίου στοιχείου τοῦ τόξου τούτου· εἶναι δὲ αὕτη ἡ γωνία τῶν δύο ἄκρων ἐφαπτομένων· ἐμφαίνει τὴν ποσότητα καθ' ἣν ἡ καμπύλη διαδοχικῶς ἐξεστράπη τῆς εὐθείας γραμμῆς κατὰ τὴν ἔκτασιν τοῦ τόξου τούτου. Ἐν τῷ κύκλῳ ἡ καμπυλότης εἶναι ἡ αὐτὴ καθ' ἅπαντὰ τῆς περιφερείας τὰ σημεῖα· εἰς διαφόρους δὲ κύκλους αἱ καμπυλότητες εἰσὶν ἐν ἀντιπεπονηθῆτι λόγῳ τῶν ἀκτίνων. Ἐπειδὴ ὁ φιλήτωρ κύκλος, ἐγγὺς τῷ σημείῳ τῆς ἐπαφῆς, ἀφίσταται τῆς προτεθείσης καμπύλης ἥττον παντὸς ἑτέρου κύκλου, θεωροῦμεν τὴν καμπυλότητα τοῦ φιλήτορος κύκλου ὡς δίδουσαν τὸ μέτρον τῆς καμπυλότητος τῆς καμπύλης, ἥτις οὕτως ἀνάλογος ἐστὶ πρὸς $\frac{1}{\Lambda}$ ἐν ἐκάστῳ τῶν σημείων αὐτῆς. Λ δηλοῖ, ὡς ἀνωτέρω, τὴν ἀκτίνα τοῦ φιλήτορος κυ-

κλιν. "Ενεκα τούτου πολλάκις ονομάζουσι τὸν μὲν φιλήτορα κύκλον, κύκλον καμπυλότητος, τὴν δὲ ἀκτίνα καὶ τὸ κέντρον αὐτοῦ, ἀκτίνα καὶ κέντρον καμπυλότητος.

199. Θεωροῦντες τὸν φιλήτορα κύκλον ὡς δίδοντα τὸ μέτρον τῆς καμπυλότητος τῆς καμπύλης, ἐννοοῦμεν καὶ παραδεχόμεθα ὅτι, ἐν ἀπειροστημορίῳ ἀποστάσει ἐκατέρωθεν τοῦ σημείου τῆς ἐπαφῆς, ὁ κύκλος καὶ ἡ καμπύλη ταυτίζονται. Μόνη ἡ ὑπόθεσις αὕτη ἀρκεῖ ὅπως καταδείξῃ τὴν ἀκρίβειαν τῶν προηγουμένων ἐξαγομένων. Τῷ ὄντι, ἔστωσαν, εἰ μὲν τὸ τόξον τῆς καμπύλης ἐπιλογιζόμενον μέχρι τοῦ σημείου οὔτινος ἢ τετμημένη εἶναι x , τ δὲ ἡ περιεχομένη γωνία ὑπὸ τοῦ ἄξονος τῶν x καὶ τῆς κατὰ τὰ αὐτὰ σημείον ἐφαπτομένης τῆς καμπύλης τῶν ποσοτήτων ϵ καὶ τ θεωρουμένων ὡς συνεκθέσεων τῆς x . Ὄταν ἡ τετμημένη αὐξήσῃ κατὰ δx , ϵ καὶ τ ἐπίσης αὐξάνουσιν ἀμοιβαίως κατὰ $\delta \epsilon$ καὶ $\delta \tau$. Τὸ ἀπειροστόν $\delta \tau$ δηλοῖ τὴν περιεχομένην γωνίαν ὑπὸ τῶν δύο ἐφαπτομένων τῆς καμπύλης, ἀγομένων κατὰ τὰ ἐπὶ τὰς τετμημένας x καὶ $x + \delta x$ σημεία· ἢ προσέτι, τὴν περιεχομένην γωνίαν ὑπὸ τῶν δύο καθέτων τῆ καμπύλη, ἀγομένων κατὰ τὰ σημεία ταῦτα. Τοῦ τόξου $\delta \epsilon$ θεωρουμένου ὡς ἀνέκοντος τῷ φιλήτορι κύκλῳ, οὔτινος ἢ ἀκτὶς εἶναι Λ , ἔχομεν

$$\delta \epsilon = \Lambda \delta \tau.$$

ἢτοι,

$$\delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2} = \Lambda \delta \tau \epsilon \phi \frac{\delta \psi}{\delta x} = \Lambda \frac{\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} \delta x}{1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2},$$

ὅθεν συνάγομεν ὡς ἀνωτέρω

$$\Lambda = \frac{\left[1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2\right]^{\frac{3}{2}}}{\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}}.$$

Ὁρισθέντος τοῦ μήκους τῆς ἀκτίνος τῆς καμπυλότητος, ἡ θέσις τοῦ κέντρου τοῦ φιλήτορος κύκλου καθίσταται γνωστὴ· διότι, ὡς εἶδομεν, ἡ τῆς καμπυλότητος ἀκτὶς διευθύνεται κατὰ τὴν κάθετον πρὸς τὸ μέρος ἢ καμπύλη στρέφει τὰ κοῖλα αὐτῆς.

ΣΗΜ. Συντερίας χάριν παραλίπομεν ἐνταῦθα τοὺς τόνους τῶν γραμμάτων x καὶ ψ , ὑπάρχοντας ἐν ταῖς τύποις τῶν προηγουμένων χωρίων. Ἀναμνηστέον ὅτι, τὰ γράμματα ταῦτα δηλοῦσι τὰς συντεταγμένας τοῦ σημείου κατ' ὃ ὁ φιλήτορ κύκλος ἀπτεται τῆς τεθείας καμπύλης.

200. Ἡ γωνία $\delta \tau$, ἣτις εἶναι ἡ περιεχομένη ὑπὸ τῶν δύο ἐφαπτομένων, ἢ ὑπὸ τῶν δύο καθέτων, ἀγομένων κατὰ τὰ πέρατα τοῦ ἀπειροστημορίου τόξου $\delta \epsilon$, καλεῖται γωνία καμπυλότητος [165].

Ἐκ τῆς προηγουμένης ἐξίσωσις συνάγομεν

$$\Lambda = \frac{\delta \epsilon}{\delta \tau}.$$

Ἄρα, ἡ ἀκτὶς τῆς καμπυλότητος ἰσοῦται τῷ λόγῳ τοῦ στοιχείου τοῦ τόξου πρὸς τὴν γωνίαν τῆς καμπυλότητος.

201. Ἐὰν υποθέσωμεν, ὡς ἐν § 180, ὅτι ἡ ἐξίσωσις τῆς καμπύλης δίδεται ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\Sigma(x, \psi) = 0,$$

ἀγτεισάγοντες ἐν ταῖς ἐκθέσει τῶν π , κ , Λ , [196] τὰς

ἐν § 91 εὐρεθείσας τιμὰς τῶν $\frac{\delta \psi}{\delta x}$, $\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}$, ἔχομεν·

$$\pi - x = \frac{\frac{\delta \Sigma}{\delta x} \left[\left(\frac{\delta \Sigma}{\delta x}\right)^2 - \left(\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}\right)^2 \right]}{\left(\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}\right)^2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x^2} - 2 \frac{\delta \Sigma}{\delta x} \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x \delta \psi} - \left(\frac{\delta \Sigma}{\delta x}\right)^2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi^2}},$$

$$\kappa - \psi = \frac{\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \left[\left(\frac{\delta \Sigma}{\delta x}\right)^2 + \left(\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}\right)^2 \right]}{\left(\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}\right)^2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x^2} - 2 \frac{\delta \Sigma}{\delta x} \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x \delta \psi} - \left(\frac{\delta \Sigma}{\delta x}\right)^2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi^2}}.$$

$$\Lambda = \frac{\left[\left(\frac{\delta \Sigma}{\delta x} \right)^2 + \left(\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}}{\left(\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \right)^2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x^2} - 2 \frac{\delta \Sigma}{\delta x} \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x \delta \psi} + \left(\frac{\delta \Sigma}{\delta x} \right)^2 \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi^2}}$$

Θεωρία τῶν ἐνειλιγμένων.

202. Ἐστω ἡ ἐξίσωσις καμπύλης δοθείσης

$$(1) \quad \psi = \Sigma(x).$$

Πρὸς ὀρισμὸν τοῦ φιλήτορος κύκλου, κατὰ τὸ σημεῖον (x, ψ) τῆς καμπύλης ταύτης, ἔχομεν τὰς τρεῖς ἐξισώσεις [196],

$$(2) \quad \begin{cases} (\pi - x)^2 + (x - \psi)^2 = \Lambda^2, & \pi - x + (x - \psi) \frac{\delta \psi}{\delta x} = 0, \\ 1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x} \right)^2 - (x - \psi) \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} = 0. \end{cases}$$

Αἱ διὰ τῶν ἐξισώσεων τούτων ὀρισθεῖσαι τιμαὶ τῶν π , καὶ x , συντεταγμένων τοῦ κέντρου τοῦ φιλήτορος κύκλου, εἰσὶ [196],

$$(3) \quad \pi = x + \frac{\frac{\delta \psi}{\delta x} \left[1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x} \right)^2 \right]}{\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}}, \quad x = \psi + \frac{1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x} \right)^2}{\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}}.$$

Καθισαμένων ἀντὶ ψ , $\frac{\delta \psi}{\delta x}$, $\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}$, τῶν τιμῶν αὐτῶν εἰς

x , ἐκ τῆς ἐξισώσεως (1) τῆς δοθείσης καμπύλης ἐξαγομένων, αἱ τιμαὶ (3) ἐκτεθεισόνται διὰ τῆς τετμημένης x καὶ δώσουσι τὴν θέσιν τοῦ κέντρου τῆς καμπυλότητος συστοιχοῦντος οἰωδῆποτε σημείου τῆς καμπύλης.

Μεταβαλλομένης x ἀπ' ἐνὸς εἰς ἕτερον σημεῖον τῆς καμπύλης (1), μεταβάλλεται, ὡς ἐπόμενον, καὶ ἡ θέσις τοῦ τῆς καμπυλότητος κέντρου. Ἡ συνέχεια τῶν θέσεων τούτων συγ-

κροτεῖ καμπύλην ἢς π καὶ x , ὡς μεταβλήται θεωρούμεναι, δηλοῦσι τὰς συντεταγμένας, καὶ ἢς, ὡς σαφές, εὐρίσκομεν τὴν ἐξίσωσιν τῆ ἀπαλοιφῆ τῆς x ἐκ τῶν δύο ἐξισώσεων (3). Τῶ ὄντι, αἱ ἐκθέσεις αὗται ἀρμόζουσιν εἰς πᾶν κέντρον καμπυλότητος ὀριζόμενον ὑπὸ τιμῆς δεδομένης τῆ x ἀπαλοιφομένης τῆς μεταβλητῆς ταύτης, προκύπτει σχέσις ἀρμόζουσα εἰς ἅπαντα τὰ κέντρα· ἦτοι εἰς τὴν καμπύλην τόπον αὐτῶν οὔσαν. Ἡ καμπύλη αὕτη καλεῖται ἡ ἐνειλιγμένη τῆς ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως $\psi = \Sigma(x)$ ἐμφαινομένης.

203. Αἱ ἐξισώσεις (2) ἀνήκουσιν, ὡς σαφές, εἰς τὴν ἐνειλιγμένην, ἐὰν ἐν αὐταῖς θεωρήσωμεν π , x , Λ , ὡς μεταβλητὰς καὶ ὡς συνεχθεσεις τῆς x · ἄρα, καὶ αἱ διαφορικαὶ τῶν αὐτῶν ἐξισώσεων ἀνήκουσιν ἐπίσης εἰς τὴν αὐτὴν καμπύλην. Διαφορίζοντες τὴν πρώτην τῶν ἐξισώσεων (2), παραλείποντες τοὺς συνεπεία τῆς δευτέρας ἀφανιζομένους ὄρους, λαμβάνομεν

$$(4) \quad (\pi - x) \delta \pi + (x - \psi) \delta x = \Lambda \delta \Lambda.$$

Διαφορίζοντες καὶ τὴν δευτέραν τῶν (2), παραλείποντες τοὺς συνεπεία τῆς τρίτης ἀφανιζομένους ὄρους, συνάγομεν

$$(5) \quad \delta x \delta \pi + \delta \psi \delta x = 0.$$

Ἡ ἐξίσωσις (5) ἐμφαίνει ὅτι, αἱ ἀγόμεναι ἐφαπτόμεναι κατὰ τὰ σύστοιχα σημεία καμπύλης τινος καὶ τῆς ἐνειλιγμένης αὐτῆς, εἰσὶν ἀείποτε κάθετοι ἀλλήλαις. Ἄρα, ἡ ἀκτίς τῆς καμπυλότητος ἐφάπτεται τῆς ἐνειλιγμένης κατὰ τὸ τῆς καμπυλότητος κέντρον.

Ἡ ἐξίσωσις (4) γράφεται καὶ οὕτω,

$$\frac{\pi - x}{\Lambda} \delta \pi + \frac{x - \psi}{\Lambda} \delta x = \delta \Lambda.$$

Παρατηρήτέον δὲ ὅτι οἱ λόγοι $\frac{\pi - x}{\Lambda}$, $\frac{x - \psi}{\Lambda}$, εἰσὶν ἀμοι-

βαίως τὰ συνημίτονα τῶν περιεχομένων γωνιῶν ὑπὸ τῶν ἀξόνων τῶν x καὶ ψ , καὶ τῆς ἀκτίνος Λ ἐφαπτομένης τῆς ἐνειλιγμένης. Ἄρα, τὸ πρῶτον μέλος τῆς τελευταίας ταύτης

Ἐξισώσεως ἐμφαίνει τὸ ἄθροισμα τῶν προβολῶν, ἐπὶ τῆς ἐφαπτομένης τῆς ἐνείλιγμένης, τῶν στοιχείων $\delta\pi$ καὶ $\delta\chi$. ἦτοι τὸ μῆκος τοῦ στοιχείου τοῦ τόξου τῆς ἐνείλιγμένης, οὔτινος $\delta\pi$ καὶ $\delta\chi$ εἰσὶν ἀμειβαίως αἱ προβολαὶ ἐπὶ τῶν ἀξόνων τῶν x καὶ ψ . Καλοῦντες τὸ στοιχεῖον τοῦτο $\delta\sigma$, ἦτοι θέτοντες

$$\delta\sigma = \sqrt{\delta\pi^2 + \delta\chi^2}, \quad \text{ἔχομεν} \quad \delta\sigma = \delta\lambda.$$

Ἄρα, βλέπομεν ὅτι (Σχ. 40), ἐνῶ προβαίνομεν ἐπὶ τῆς προτεθείσης καμπύλης ἀπὸ τοῦ σημείου M , οὔτινος ἡ τετμημένη εἶναι $x = \Lambda\Pi$, ἐπὶ τὸ σημεῖον N , οὔτινος ἡ τετμημένη εἶναι $x + \delta x = \Lambda K$, ἐπομένως δὲ προβαίνομεν ἀπὸ τοῦ σημείου M' τῆς ἐνείλιγμένης ἐπὶ τὸ σημεῖον N' αὐτῆς, τὸ τόξον $M'N'$, ὑπὸ τῶν δύο τελευταίων τούτων σημείων ἀπολαμβανόμενον, ἰσοῦται τῇ διαφορᾷ τῶν δύο φιλουσῶν ἀκτίων MM' καὶ NN' .

204. Ἐκ τῶν προαποδοθέντων ἐξαγομένων συνάγομεν ὅτι, ἡ καμπύλη MIN δυνατὸν καταγραφῆναι τῇ πέρατι νήματος ἐφηρμοσμένου τῇ καμπύλῃ $M'N'$, κατὰ μικρὸν δὲ αὐτῆς ἀποχωριζομένου. Ἐνεκα τοῦ ιδιώματος τούτου, ἡ μὲν καμπύλη $M'N'$ ὀνομάσθη ἡ ἐνείλιγμένη τῆς MIN , ἡ δὲ MIN , ἀντιστρόφως, ἡ ἐξείλιγμένη τῆς $M'N'$. Τῆς θεωρίας τῶν ἐνείλιγμένων πλεῖστα ἀξία λόγου ἐφαρμογαὶ ὑπάρχουσιν.

205. Ὄταν ἡ ἐξίσωσις τῆς προτεθείσης καμπύλης δίδηται ὑπὸ τὴν μορφήν $\Sigma(x, \psi) = 0$, τότε ἀντὶ τῶν ἐξισώσεων (3), ἀφ' ὧν μορφοῦμεν τὴν τῆς ἐνείλιγμένης ἀπαλοιφῇ τῆς x , ληπτέον τὰς ἐν § 201 ἐκθέσεις τῶν π καὶ κ , ἀφ' ὧν εἶτα ἀπαλοίφομεν x καὶ ψ συνδρομῇ τῆς ἐξισώσεως $\Sigma(x, \psi) = 0$ τῆς προτεθείσης καμπύλης.

Ἐφαρμογαί.

206. Ἐλλειψις (Σχ. 41). Ἐστω $\frac{x^2}{a^2} + \frac{\psi^2}{b^2} = 1.$

Ἐχομεν $\Sigma(x, \psi) = \frac{x^2}{a^2} + \frac{\psi^2}{b^2} - 1, \quad \frac{\delta\Sigma}{\delta x} = \frac{2x}{a^2},$

$$\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} = \frac{2\psi}{b^2}, \quad \frac{\delta^2\Sigma}{\delta x^2} = \frac{2}{a^2}, \quad \frac{\delta^2\Sigma}{\delta x\delta\psi} = 0, \quad \frac{\delta^2\Sigma}{\delta\psi^2} = \frac{2}{b^2}.$$

Ἀντεισάγοντες ἐν τῇ ἐκθέσει τῆς Λ [201], λαμβάνομεν τὴν τιμὴν τῆς ἀκτίνος τῆς καμπυλότητος ἀνήκουσαν τῇ ἐλλείψει,

$$\Lambda = \frac{(b^2x^2 + a^2\psi^2)^{3/2}}{a^4b^4}, \quad \text{ἢ} \quad \Lambda = \frac{a^2(K'^2)^3}{b^4}, \quad [181].$$

Δι' ὁμοίων ἀντεισαγωγῶν λαμβάνομεν προσέτι τὰς συντεταγμένας τοῦ κέντρου τῆς καμπυλότητος

$$\pi = x^2 \frac{a^2 - b^2}{a^4}, \quad \kappa = \psi^2 \frac{b^2 - a^2}{b^4}.$$

Ἐξάγοντες ἤδη τὰς τιμὰς τῶν x καὶ ψ καὶ καθιστῶντες αὐτὰς ἐν τῇ ἐξίσωσει τῆς καμπύλης, μορφοῦμεν τὴν ἐξίσωσιν τῆς ἐνείλιγμένης τῆς ἐλλείψεως

$$\left(\frac{a\pi}{a^2 - b^2}\right)^{3/2} + \left(\frac{b\kappa}{a^2 - b^2}\right)^{3/2} = 1.$$

Ἡ καμπύλη αὕτη συγκροτεῖται ὑπὸ τεσσάρων μερῶν ἴσων, συμμετρικῶς διατεθειμένων πρὸς τοὺς ἀξονας τῆς ἐλλείψεως. Αἱ τῶν κορυφῶν ἀκτίνες τῆς καμπυλότητος $M\mu$ καὶ $N\nu$ ἰσοῦνται ἀμειβαίως $\frac{b^2}{a}$ καὶ $\frac{a^2}{b}$.

Ἡ ἐνείλιγμένη ἐφάπτεται τῶν ἀξόνων, ὡς κατωτέρω δεῖξομεν, κατὰ τὰ σημεία μ καὶ ν , ὧν εὐκόλως εὐρίσκομεν τὰς συντεταγμένας. Τὰ δύο σημεία καθ' ἃ ἐφάπτεται τοῦ ἀξονος τῶν x κεῖνται μεταξὺ τῶν ἐστιῶν τῆς ἐλλείψεως.

Διαφορίζοντες δις κατὰ συνέχειαν τὴν ἐξίσωσιν τῆς ἐνείλιγμένης λαμβάνομεν τὸ ἐξαγόμενον

$$\frac{\delta^2\kappa}{\delta\pi^2} = \frac{\left(\frac{\pi}{K}\right)^{-5/2} \frac{1}{K^2} + \left(\frac{\kappa}{\Lambda}\right)^{-5/2} \frac{1}{\Lambda^2} \left(\frac{\delta\kappa}{\delta\pi}\right)^2}{3 \left(\frac{\kappa}{\Lambda}\right)^{-3/2} \frac{1}{\Lambda}}$$

ἐν ψ , πρὸς συντόμιαν ἐκαλέσαμεν $\frac{a^2 - \epsilon^2}{a} = K$, καὶ

$\frac{a^2 - \epsilon^2}{\epsilon} = \Lambda$. Τὸ σημεῖον τοῦ δευτεροταγοῦς τούτου δια-

φορικοῦ συντελεστοῦ εἶναι τὸ αὐτὸ τοῦ παρονομαστοῦ τῆς τιμῆς αὐτοῦ, διότι ὁ ἀριθμητὴς εἶναι θετικὸς· ἐπομένως ἡ παραγομένη αὕτη ἔχει τὸ αὐτὸ σημεῖον τῆς κ . Ἄρα, ἡ καμπύλη στρέφει πανταχοῦ τὰ κυρτὰ αὐτῆς πρὸς τὸν ἄξονα τῶν τετραμημένων. Ἐχομεν προσέτι·

$$\frac{\delta \kappa}{\delta \pi} = - \left(\frac{K \kappa}{\Lambda \pi} \right)^{\frac{1}{3}} \frac{\Lambda}{K}$$

Τῆς παραγομένης ταύτης μηδενίζομένης τῇ $\kappa = 0$ καὶ ἀποκαθισταμένης ἀπείρου τῇ $\pi = 0$, συνάγομεν ὅτι οἱ ἄξονες ἐφάπτονται τῆς καμπύλης. Τὰ τέσσαρα ταῦτα σημεῖα τῆς ἐπαφῆς, ἕνεκα τῆς συμμετρίας τοῦ σχήματος, εἰσὶ σημεῖα εἰδικὰ, ἀντιστροφῆς λεγόμενα, περὶ ὧν ἐφεξῆς ποιήσομεν λόγον.

207. Ὑπερβολὴ (Σχ. 43). Ἐστω $\frac{x^2}{a^2} - \frac{\psi^2}{\epsilon^2} = 1$.

Τὰ τῇ ὑπερβολῇ ἀνήκοντα ἐξαγόμενα πορίζομεθα ἐκ τῶν τῆς ἐλλείψεως, τροπῆ ϵ^2 εἰς $-\epsilon^2$. Ἡ ἐκθεσις τῆς ἀκτίνος τῆς καμπυλότητος ἔσεται ἡ αὐτὴ, ἢ δ' ἐξίσωσις τῆς ἐνειλιγμένης ἢ ἐξῆς·

$$\left(\frac{a\pi}{a^2 + \epsilon^2} \right)^{\frac{2}{3}} - \left(\frac{\epsilon\kappa}{a^2 + \epsilon^2} \right)^{\frac{2}{3}} = 1.$$

Ἡ ἐνειλιγμένη συγκροτεῖται ἐπίσης ἐκ τεσσάρων μερῶν ἴσων καὶ συμμετρικῶν πρὸς τοὺς ἄξονας τῆς ὑπερβολῆς. Ἡ ἀκτὶς τῆς καμπυλότητος $M\mu$, τῇ κορυφῇ συστοιχοῦσα, ἰσοῦται $\frac{\epsilon^2}{a}$.

Ἡ ἐνειλιγμένη ἐφάπτεται τοῦ ἄξονος τῶν x κατὰ δύο σημεῖα ἀντιστροφῆς, ὡς τὸ μ , κείμενα πέραν τῶν ἐστιῶν· στρέφει δὲ τὰ κυρτὰ αὐτῆς πανταχοῦ πρὸς τὸν πλάγιον ἄξονα.

208. Παραβολὴ (Σχ. 42). Ἐστω $\psi^2 = 2\rho x$.

Ἐχομεν $\frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{\sqrt{\rho}}{\sqrt{2x}}$, $\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} = -\frac{\sqrt{\rho}}{(2x)^{\frac{3}{2}}}$.

Ἐπομένως ἐκ τῶν ἐν § 201 τύπων συνάγομεν

$$\pi = \rho + 3x, \quad \kappa = \frac{(2x)^{\frac{3}{2}}}{\sqrt{\rho}}, \quad \Lambda = \frac{(\rho + 2x)^{\frac{3}{2}}}{\sqrt{\rho}}, \quad \text{ἢ} \quad \Lambda = \frac{(K^{\circ\epsilon})^3}{\rho^2}, [185].$$

Ἡ ἐξίσωσις τῆς ἐνειλιγμένης τῆς παραβολῆς εἶναι

$$\kappa^2 = \frac{8}{27} \frac{(\pi - \rho)^3}{\rho}$$

Ἡ καμπύλη αὕτη συγκροτεῖται ὑπὸ δύο μερῶν συμμετρικῶς κειμένων πρὸς τὸν ἄξονα τῶν x , καὶ ἐκτεινομένων ἐπ' ἀπειρον πρὸς τὰς θετικὰς x . Ἡ τῆς κορυφῆς ἀκτὶς τῆς καμπυλότητος $\Lambda\mu$ ἰσοῦται ρ . Ἡ ἐνειλιγμένη ἐφάπτεται τοῦ ἄξονος τῶν x κατὰ τὸ σημεῖον μ .

Μεταφερομένου τοῦ ἄξονος τῶν τεταγμένων παραλλήλως ἑαυτῷ εἰς τὸ σημεῖον μ , δι' ὃ $\Lambda\mu = \rho$, ἡ τῆς ἐνειλιγμένης ἐξίσωσις ἄγεται ὑπὸ τὴν ἀπλουστέραν μορφήν·

$$\kappa^2 = \frac{8}{27\rho} \pi^3, \quad \text{ἢ} \quad \kappa = \pm \sqrt[3]{\frac{8}{27\rho} \cdot \pi^3}$$

Διαφορίζοντες εὐρίσκομεν·

$$\frac{\delta \kappa}{\delta \pi} = \frac{2}{3} \sqrt[3]{\frac{8}{27\rho} \cdot \pi^3}$$

$$\frac{\delta^2 \kappa}{\delta \pi^2} = \frac{1}{3} \sqrt[3]{\frac{8}{27\rho} \cdot \pi^3}^{-\frac{1}{3}} = \frac{1}{\sqrt[3]{6\rho}} \cdot \frac{1}{\sqrt[3]{\pi}}$$

Τὸ σημεῖον τοῦ $\frac{\delta^2 \kappa}{\delta \pi^2}$ εἶναι τὸ αὐτὸ τῆς κ · ἐπομένως ἡ καμπύλη πανταχοῦ στρέφει τὰ κυρτὰ αὐτῆς πρὸς τὸν ἄξονα τῶν τετραμημένων.

209. Θεωροῦντες τὰς τιμὰς τῶν ἀκτίνων καμπυλότητος ὡς ἀνωτέρω ἐλάβομεν, συνάγομεν τὸ ἐξῆς θεώρημα.

Ἐν ταῖς τριῶν καμπύλαις τῆς δευτέρας τάξεως, ἡ ἀκτίς τῆς καμπυλότητος ἰσοῦται τῷ κύβῳ τῆς καθέτου διαιρεθῆντι τῷ τετραγώνῳ τῆς ἡμιπαραμέτρου.

210. Ἐπειδὴ πᾶν τόξον ἐνειλιγμένης εἶναι [203] ἡ διαφορὰ τῶν ἀπὸ τῶν περάτων αὐτοῦ ἀναχωρουσῶν ἀκτίνων καμπυλότητος, ἔπεται ὅτι τὸ τόξον τοῦτο εἶναι ἐκτυλικτέον· ἢτοι δυνατόν εὑρεῖν εὐθεῖαν ἰσομήκη τῷ τῆς ἐνειλιγμένης τόξῳ.

ΣΗΜ. Πρατίνομεν ταῖς μαθηταῖς πρὸς ἀσκήσιν εὑρεῖν τὴν μεγίστην ἢ τὴν ἐλαχίστην ἀκτίνα καμπυλότητος ἐν ταῖς καμπύλαις ὧν τὰς ἐνειλιγμένας ζητοῦμεν.

211. Κυκλοειδῆς (Σχ. 44). Ἐν § 186 εὔρομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \sqrt{\frac{2a}{\psi} - 1}, \quad \text{ὅθεν} \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \frac{\frac{a}{\psi^2} \frac{\delta\psi}{\delta x}}{\sqrt{\frac{2a}{\psi} - 1}} = \frac{a}{\psi^2}$$

Κατὰ συνέπειαν λαμβάνομεν, ἐκ τοῦ ἐν § 196 τύπου,

$$\Lambda = 2\sqrt{2a\psi}$$

Συγκρίνοντες τὸ ἐξαγόμενον τοῦτο τῇ ἐν § 186 τιμῇ τῆς καθέτου, συνάγομεν ὅτι, ἐν τῇ κυκλοειδί, ἡ ἀκτίς καμπυλότητος ἀείποτε διπλασιασθεῖσα τῆς καθέτου.

Ἀντιεσάγοντες τὰς προηγουμένας τιμὰς ἐν ταῖς ἐκθέσεσι τῶν π καὶ κ τοῦ § 196, εὔρισκομεν

$$\pi = x + 2\sqrt{2a\psi - \psi^2}, \quad \kappa = -\psi.$$

Δῆλον καθίσταται, εἴτε ἐκ τῶν ἐκθέσεων τούτων, εἴτε ἐκ τῆς τιμῆς τῆς ἀκτίνος τῆς καμπυλότητος Λ , ὅτι τὸ κέντρον καμπυλότητος τῆς κορυφῆς N τῆς κυκλοειδοῦς εἶναι τὸ σημεῖον N' κείμενον ἐν ἀποστάσει $\Lambda'N' = \Lambda'N$. Ἴνα λάβωμεν τὴν τῆς ἐνειλιγμένης ἐξίσωσιν ὑπὸ μορφῆν ὅσον ἔνεστιν ἀπλουστέραν, ἀναφέρωμεν αὐτὴν πρὸς δύο νέας συντεταγμέ-

νας π' καὶ κ' παραλλήλους μὲν ταῖς προτέραις, ἐπιλογιζομένας δὲ ἀπὸ τοῦ σημείου N' κατὰ τὰς διευθύνσεις N'B καὶ N'A'. Οὕτω γράφομεν

$$\pi = \Pi\alpha - \pi', \quad \kappa = -2\alpha - \kappa'.$$

Αἱ προηγούμεναι δὲ ἐξισώσεις μεταμορφοῦνται ὡς ἐξῆς

$$\pi' = \Pi\alpha - \kappa - 2\sqrt{2a\psi - \psi^2}, \quad \psi = 2\alpha - \kappa'.$$

Ἐκ τούτων συνάγομεν, λαμβανομένης ὑπ' ὄψιν καὶ τῆς εἰς ψ τιμῆς τῆς κ [186],

$$\pi' = \alpha \left(\Pi - \text{τόξον} \frac{\alpha - \psi}{\alpha} \right) - \sqrt{2a\psi - \psi^2}.$$

ἢ τέλος, καθιστῶντες ἀντὶ ψ τὴν εἰς κ' τιμὴν αὐτῆς,

$$\pi' = \alpha \text{τόξον} \frac{\alpha - \kappa'}{\alpha} - \sqrt{2a\kappa' - \kappa'^2}.$$

Ἄρα, ἡ τῆς κυκλοειδοῦς ἐνειλιγμένη ἐστὶν ἑτέρα κυκλοειδῆς ἴση τῇ πρώτῃ, κειμένη σχετικῶς πρὸς τοὺς ἄξονας N'B καὶ N'A', ὡς ἡ προτεθεῖσα πρὸς τοὺς προτέρους ἄξονας.

Τὸ ἐξάλρετον ἰδίωμα τοῦτο τῆς κυκλοειδοῦς συνέπεια ἐστὶν ἄμεσος τῆς ἀνωτέρω ληφθείσης τιμῆς τῆς ἀκτίνος τῆς καμπυλότητος. Ἐπειδὴ τὸ κέντρον τῆς καμπυλότητος ἀντιστοιχοῦν τῷ σημείῳ M τῆς κυκλοειδοῦς, κεῖται ἐπὶ τῆς προεκβολῆς τῆς καθέτου ἐν ἀποστάσει $PM' = PM$, ἔπεται ὅτι τὸ τόξον PM' τοῦ γραφομένου κύκλου κέντρον τῷ Λ καὶ ἀκτῖνι Λ , ἰσοῦται τῷ τόξῳ PM τοῦ τῇ αὐτῇ μὲν ἀκτῖνι κέντρον δὲ τῷ Γ γραφομένου κύκλου. Ἀλλὰ τὸ τόξον PM ἰσοῦται τῷ ἀποστήματι AP , ἄρα καὶ τὸ τόξον SM' ἰσοῦται τῷ ἀποστήματι $N'S$.

Παρατηρητέον προσέτι ὅτι, ἡ ἀκτίς τῆς καμπυλότητος εἶναι μηδὲν κατὰ τὸ σημεῖον Λ τῆς κυκλοειδοῦς ΛMN . Λοιπὸν, τὸ τόξον $\Lambda M'$ τῆς ἐνειλιγμένης ἰσοῦται τῇ ἀκτῖνι τῆς καμπυλότητος MM' . Ἄρα, τὸ μῆκος τῆς ἡμικυκλοειδοῦς

ΑΜ'Ν' διπλάσιον ἐστὶ τῆς τοῦ γεννήτορος κύκλου διαμέτρου. Ἐν γένει δὲ, ἐὰν λάβωμεν τὴν κορυφὴν Ν τῆς καμπύλης ὡς ἀρχὴν τῶν συντεταγμένων x καὶ ψ, λογίσωμεν δὲ τὸν ἄξονα τῶν ψ' κατὰ τὴν διεύθυνσιν ΝΑ', καλοῦντες ΝΜ = ς, καὶ θέτοντες $2α - ψ = ψ'$, εὑρήσομεν

$$ς^2 = 8αψ', \quad \eta \quad ς = 2\sqrt{2αψ'}$$

Τοιαύτη ἡ τῆς κυκλοειδοῦς ἐξίσωσις μεταξὺ τῆς τεταγμένης καὶ τοῦ τόξου, ἐπιλογιζομένων ἀπὸ τῆς κορυφῆς τῆς καμπύλης.

ΚΓ'. ΠΕΡΙ ΠΟΛΙΚΩΝ ΣΥΝΤΕΤΑΓΜΕΝΩΝ.

212. Πρὸς ὀρισμὸν τῆς θέσεως σημείου οἰουδήποτε Μ διὰ συντεταγμένων πολικῶν (Σχ. 45), ἀντικαθιστῶμεν, ὡς γνωστὸν, τὰς τιμὰς τῶν ὀρθογωνίων γραμμικῶν συντεταγμένων συνεκθέσει τῶν πολικῶν. Λαμβάνοντες, ὡς πολικὸν μὲν ἄξονα τὴν γραμμὴν τῶν x, ὡς πύλον δὲ τὴν ἀρχὴν τῶν γραμμικῶν συντεταγμένων, αἱ συντεταγμέναι ἀμφοτέρων τῶν συστημάτων συνδέονται ἀλλήλαις ταῖς σχέσεσι [100],

$$x = ρ \sin \omega, \quad \psi = \rho \eta \mu \omega,$$

ἐξ ὧν συνάγομεν

$$\rho = \frac{x}{\sin \omega} = \frac{\psi}{\eta \mu \omega}, \quad \omega = \arcsin \frac{\psi}{x}$$

213. Τῆς ἐξισώσεως γραμμῆς εὐθείας, διερχομένης σημείου οὔτινος αἱ ὀρθογώνιοι συντεταγμέναι εἰσὶ x' καὶ ψ', καὶ σχηματίζουσης μετὰ τοῦ ἄξονος τῶν x γωνίαν τ, οὔσης

$$\psi - \psi' = \epsilon \rho \tau (x - x'),$$

ἡ πολικὴ ἐξίσωσις τὴν αὐτὴν εὐθεῖαν ἐμφαίνουσα ἔσεται,

$$\rho \eta \mu (\omega - \tau) = \rho' \eta \mu (\omega' - \tau)$$

ω' καὶ ρ' δηλοῦσιν τὰς τιμὰς τῶν ω καὶ ρ, ἀνηκούσας τῷ σημείῳ (x', ψ'). Τῷ ὄντι, ρ η μ (ω - τ) ἐμφαίνει τὴν μόνιμον ἀπόστασιν ἀπ' ἀλλήλων τῆς περιῆς ὅς ὁ λόγος εὐθείας

καὶ τῆς διὰ τῆς ἀρχῆς τῶν συντεταγμένων ἀγομένης παραλλήλου αὐτῆς.

ΣΗΜ. Περὶ πολικῶν συντεταγμένων ἐν ἐκτάσει πραγματευόμεθα ἐν τῇ Ἀναλυτικῇ Γεωμετρίᾳ. Ἐνταῦθα ζητήσομεν μόνον τὰς γενικὰς διαφορικὰς ἐκθέσεις ἀνηκούσας τῇ διεύθυνσει τῆς ἐφαπτομένης καμπύλης οἰαδήποτε, τῷ ἐμβασθῆ καὶ τῷ μήκει τοῦ τόξου αὐτῆς, ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς.

214. Προκείσθω ἐν γένει ἡ ἐξίσωσις καμπύλης

$$\rho = \Sigma(\omega).$$

Πρὸς εὑρεσιν τῆς διευθύνσεως τῆς καμπύλης, κατὰ τὸ ὑπὸ τῶν συντεταγμένων ω καὶ ρ δηλούμενον σημεῖον, παρατηρητέον ὅτι, ἡ εὐθεῖα τὴν γωνίαν τ σχηματίζουσα μετὰ τοῦ ἄξονος ἀφ' οὗ μετρεῖται ἡ γωνία ω, καὶ ἡς ἡ ἐξίσωσις εἶναι [213]

$$\rho = \rho' \frac{\eta \mu (\omega' - \tau)}{\eta \mu (\omega - \tau)}$$

ἔσεται ἐφαπτομένη τῆς καμπύλης κατὰ τὸ ῥηθὲν σημεῖον (συμφώνως πρὸς τὰς ἐν ἀρθ. 10' ἐκτεθείσας ἀρχὰς), εἰ ἡ

τιμὴ τοῦ $\frac{\delta \rho}{\delta \omega}$, ἐκ τῆς ἐξισώσεως τῆς εὐθείας ἐξαγομένη,

ἰσοῦται, ἐν τῷ σημείῳ τούτῳ, τῇ τιμῇ τοῦ αὐτοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ ἐκ τῆς ἐξισώσεως τῆς καμπύλης ἐξαγομένη. Ἀλλὰ, διαφορίζοντες τὴν προηγουμένην ἐκθεσιν τῆς ρ, εὑρίσκομεν

$$\frac{\delta \rho}{\delta \omega} = \rho' \frac{\eta \mu (\omega' - \tau) \sigma \nu (\omega - \tau)}{\eta \mu^2 (\omega - \tau)}, \quad \eta \quad \frac{\delta \rho}{\delta \omega} = \rho \sigma \nu \epsilon \varphi (\omega - \tau)$$

Ἄρα, ἡ γωνία τ, ἣν ἡ καμπύλη σχηματίζει μετὰ τοῦ πολικοῦ ἄξονος, ὀρίζεται ἐν γένει ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$\sigma \nu \epsilon \varphi (\tau - \omega) = \frac{1}{\rho} \frac{\delta \rho}{\delta \omega}$$

ἐν ἣ $\frac{\delta \rho}{\delta \omega}$ παριστᾷ τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς πρώτης τάξεως τῆς συνεκθέσεως $\rho = \Sigma(\omega)$. Παρατηρητέον δὲ ὅτι,

τ — ω είναι ή περιεχομένη γωνία υπό τῆς ἐφαπτομένης τῆς καμπύλης καὶ τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος.

215. Τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον εὐρίσκομεν καὶ διὰ τῆς Γεωμετρίας. (Σχ. 45) Ἐστῶσαν Μ, Ν, δύο σημεῖα συστοιχοῦντα ταῖς τιμαῖς ω, ω + δω, τῆς κλίσεως τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος. Τὸ μῆκος τοῦ τόξου ΜΚ, γραφομένου κέντρω μὲν τῷ Ο ἀκτῖνι δὲ ΟΜ ἴση ρ, ἰσοῦται ρδω· προσέτι ΝΚ = δρ. Ἄλλ' ἐν τῷ ὀρίῳ, θεωροῦμεν ΜΚ ὡς γραμμὴν εὐθεῖαν κάθετον τῇ ΟΜ, τὴν δὲ καμπύλην ὡς ταυτιζομένην τῇ ἐφαπτομένη ἐν τῷ ἀποστήματι ΜΝ. Παρατηροῦντες προσέτι, ὅτι ή γωνία ΝΜΚ εἶναι τὸ συμπλήρωμα τῆς τ — ω, ἔχομεν ὡς ἀνωτέρω,

$$\sin \varphi (\tau - \omega) = \frac{\delta \rho}{\rho \delta \omega}.$$

216. Ἐστω σ ή γωνία ἣν ή ἐπὶ τὴν καμπύλην κάθετος, κατὰ τὸ σημεῖον Μ ἀγομένη, σχηματίζει πρὸς τὸν ἄξονα τῶν x. Κατὰ τὸν προηγούμενον τύπον ἔχομεν

$$\sin \varphi (\sigma - \omega) = \frac{\delta \rho}{\rho \delta \omega}.$$

σ — ω εἶναι ή περιεχομένη γωνία υπό τῆς καθέτου καὶ τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος.

ΣΗΜ. Τοὺς αὐτοὺς τύπους λαμβάνομεν προσέτι καὶ διὰ μετασχηματισμοῦ τῶν συντεταγμένων. Τοὺς πρὸς τοῦτο λογισμοὺς, οὐδεμίαν ἄλλως παρουσιάζοντας δυσκολίαν, παραλείπομεν πρὸς ἕκτασιν τῶν πρωτοπειρῶν [218].

217. Ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς, ἐμβαδὸν καμπύλης καλεῖται τὸ τριγωνικὸν χωρίον ἀπολαμβάνομενον υπό τῆς καμπύλης αὐτῆς, υπό τινος ἀκτίνος ἐπιβατικῆς μονίμου (π.χ. τῆς τῷ ἄξονι συμπίπτουσας ἀκτίνος Οα) (Σχ. 45), καὶ τῆς κινητῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος ΟΜ. Τὰ παραλληλόγραμμα ἅτινα ἐν § 160 εἶδομεν ἀπολαμβάνοντα τὸ ἐμβαδὸν, ἀντικαθίστανται ἐνταῦθα υπό δύο τομέων ὁμοίων. Καλοῦμεν ε τὸ ἐμβαδὸν τοῦτο. Ὅταν ω αὐξήσῃ κατὰ δω, ε αὐξάνει κατὰ

τὸ τρίγωνον ΟΜΝ, οὔτινος τὸ ἐμβαδὸν, θεωρουμένου ΜΝ καὶ αὐθις ὡς γραμμῆς εὐθείας, εἶναι.

$$\frac{1}{2} (\rho + \delta \rho) \rho \delta \omega.$$

Ἐν τῷ ὀρίῳ, παραλειπομένων τῶν δευτεροταγῶν διαφορικῶν, ἔχομεν

$$\delta \epsilon = \frac{1}{2} \rho^2 \delta \omega.$$

218. Ἐντεῦθεν ὀδηγοῦμεθα εἰς τινὰ συνέπειαν χρησιμεύουσαν ἐνίοτε. Ἐκ τοῦ τριγωνομετρικοῦ τύπου τοῦ δίδοντος τὴν ἐφαπτομένην τῆς διαφορᾶς δύο τόξων, ἔχομεν

$$\sin \varphi \text{ ΟΜΓ} = \sin (\tau - \omega) = \sin (\text{ΜΤΧ} - \text{ΜΟΤ})$$

$$\frac{\frac{\delta \psi}{\delta x} - \frac{\psi}{x}}{1 + \frac{\psi \delta \psi}{x \delta x}}$$

ἦτοι
$$\sin \varphi (\tau - \omega) = \frac{x \delta \psi - \psi \delta x}{x \delta x + \psi \delta \psi}.$$

Ἄλλὰ, [214],
$$\sin \varphi (\tau - \omega) = \frac{\rho \delta \omega}{\delta \rho}.$$

Ἄρα
$$\frac{x \delta \psi - \psi \delta x}{x \delta x + \psi \delta \psi} = \frac{\rho^2 \delta \omega}{\rho \delta \rho}.$$

Ἄλλ' ἐκ τῆς σχέσεως [212]

$$x^2 + \psi^2 = \rho^2, \text{ λαμβάνομεν } x \delta x + \psi \delta \psi = \rho \delta \rho.$$

ἄρα,
$$x \delta \psi - \psi \delta x = \rho^2 \delta \omega, \text{ ἢ } \frac{1}{2} (x \delta \psi - \psi \delta x) = \frac{1}{2} \rho^2 \delta \omega = \delta \epsilon.$$

Εἰς τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον φθάνομεν καὶ ὡς ἐξῆς. ἔχομεν [212]

$$\frac{\psi}{x} = \sin \varphi \omega, \text{ ὅθεν } \frac{x \delta \psi - \psi \delta x}{x^2} = \frac{\delta \omega}{\sin^2 \omega}.$$

$$\text{ἢ } x\delta\psi - \psi\delta x = \frac{x^2}{\text{συν}^2\omega} \delta\omega. \quad \text{Ἄλλὰ}$$

$$x^2 = \rho^2 \text{συν}^2\omega, \quad \text{ἄρα} \quad \frac{1}{2} (x\delta\psi - \psi\delta x) = \frac{1}{2} \rho^2 \delta\omega.$$

219. Ἡ ἐκθέσις τοῦ διαφορικοῦ τοῦ τόξου εἰς τῆς καμπύλης εἶναι, ὡς δῆλον,

$$\delta s = \delta\omega \sqrt{\rho^2 + \left(\frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2}.$$

διότι, τὸ στοιχεῖον MN θεωρεῖται ἐν τῷ ὄρῳ ὡς ἡ ὑποτείνουσα τοῦ ὀρθογωνίου τριγώνου MNK, οὗτινος αἱ πλευραὶ εἰσὶ ρδω καὶ δρ. Τὸ τόξον εἰς ὑποτίθεται ἀξάνων σὺν τῇ γωνίᾳ ω.

220. Τὸ διαφορικὸν δs εὐρίσκομεν προσέτι καὶ διὰ μετασχηματισμοῦ τῶν συντεταγμένων ὡς ἐξῆς. Ἔχομεν

$$\delta s = \sqrt{\delta x^2 + \delta y^2}, \quad x = \rho \text{συν}\omega, \quad y = \rho \eta\mu\omega.$$

Διαφορίζοντες τὰς δύο τελευταίας ἐξισώσεις καὶ ἀντισταίγοντες ἐν τῇ πρώτῃ, λαμβάνομεν

$$\delta s = \sqrt{(\delta\rho \text{συν}\omega - \rho \eta\mu\omega \delta\omega)^2 + (\delta\rho \eta\mu\omega + \rho \text{συν}\omega \delta\omega)^2},$$

$$\text{ἢ } \delta s = \sqrt{\delta\rho^2 + \rho^2 \delta\omega^2}.$$

221. Ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς (Σχ. 46), ὑφαπτομένην καλοῦσι τὸ ἀπόστημα OT, ἀπολαμβάνομενον ὑπὸ τοῦ πόλου O καὶ τῆς ὑφαπτομένης MT, ἐπὶ τῆς ἀγομένης καθέτου τῇ ἐπιβατικῇ ἀκτίνι τῇ ἐπιξενουούσῃ τὸ σημεῖον τῆς ἐπαφῆς M. Ἡ ὑποκάθετος (M) μετρεῖται ἐπὶ τῆς αὐτῆς εὐθείας ἀπὸ τοῦ πόλου μέχρι τῆς καθέτου MT. Πρὸς εὑρεσιν τῆς ἀναλυτικῆς ἐκθέσεως τῆς ὑφαπτομένης, ἄγομεν δύο ἐπιβατικὰς ἀκτίνεσιν OM καὶ ON· ἀπὸ δὲ τοῦ M τὴν πρὸς ὀρθὰς MS ἐπὶ τὴν ἐπιβατικὴν ἀκτῖνα ON, καὶ τὴν OT' παράλληλον τῇ SM. Τὰ ὅμοια τρίγωνα OT'N, SMN δίδουσιν

$$\text{ἢ } OT' = \frac{ON \times SM}{SN} = \frac{ON \times SM}{\sqrt{MN^2 - SM^2}}.$$

Ἐν δὲ τῷ ὄρῳ ἔχομεν,

$$SM = \text{τόξ} MK = \rho\delta\omega, \quad ON = OM = \rho,$$

$$MN = \delta s = \delta\omega \sqrt{\rho^2 + \left(\frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2},$$

$$\text{Ἄρα,} \quad \gamma\varphi^n = OT = \frac{\rho^2 \delta\omega}{\delta\rho}.$$

Ἐκ τοῦ αὐτοῦ σχήματος συνάγομεν προσέτι τὰς ἐξῆς ἐκθέσεις.

$$\gamma\varphi^n = MT = \rho \sqrt{1 + \rho^2 \left(\frac{\delta\omega}{\delta\rho}\right)^2}, \quad \gamma\kappa^{os} = O\theta = \frac{\delta\rho}{\delta\omega}.$$

$$\kappa^{os} = M\theta = \sqrt{\rho^2 + \left(\frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2}.$$

222. Πρὸς εὑρεσιν τῆς γενικῆς ἐκθέσεως τῆς ἀκτίνος τῆς καμπυλότητος ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς, λαμβάνομεν [200] τὸν τύπον

$$\Lambda = \frac{\delta s}{\delta\tau}.$$

Ἡ [214] ἐξίσωσις συνεφ(τ - ω) = $\frac{\delta\rho}{\rho\delta\omega}$, διαφορίζομένη δίδει

$$-\frac{\delta\tau - \delta\omega}{\eta\mu^2(\tau - \omega)} = \delta \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega} \right),$$

$$\text{ἢ } \frac{\delta\tau}{\delta\omega} = 1 - \eta\mu^2(\tau - \omega) \frac{\delta}{\delta\omega} \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega} \right).$$

Ἄλλ' ἡ αὐτὴ δίδει προσέτι, $\mu^2 (\tau - \omega) = \frac{1}{1 + \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2}$.

Ἄρα, $\frac{\delta\tau}{\delta\omega} = \frac{1 + \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2 - \frac{\delta}{\delta\omega} \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)}{1 + \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2}$.

Ἄλλ' ἀνωτέρω εὔρημεν

$$\frac{\delta\epsilon}{\delta\omega} = \rho \left[1 + \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}$$

Ἄρα, $A = \frac{\delta\epsilon}{\delta\tau} = \frac{\rho \left[1 + \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}}{1 + 2 \left(\frac{1}{\rho} \frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2 - \frac{1}{\rho} \frac{\delta^2\rho}{\delta\omega^2}}$,

ἢ προσέτι,

$$A = \frac{\left[\rho^2 + \left(\frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}}{\rho^2 + 2 \left(\frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2 - \rho \frac{\delta^2\rho}{\delta\omega^2}}$$

Γνωστῆς οὐσῆς τῆς διευθύνσεως τῆς καθέτου, κατὰ § 216, ἡ ἔκθεσις αὕτη τῆς ἀκτίνος τῆς καμπυλότητος ἐπαρκεῖ ὡπως ὀρισθῆ τὸ κέντρον τοῦ φιλήτορος κύκλου. Τὸ ριζικὸν ἐν τῷ ἀριθμητῇ προσλαμβάνει τὸ σημεῖον + ἢ τὸ —. Ἡ ἑξῆς ἔκθεσις ὅρον τοῦ λαμβάνειν τὸ σημεῖον +, ἐπόμενον ἔσεται ὅτι ἡ ἀκτίς τῆς καμπυλότητος θεωρηθῆσεται, ὡς θετικὴ μὲν ὅταν τὰ διαφορικὰ δτ καὶ δε ἔχωσι τὸ αὐτὸ σημεῖον, ὡς ἀρνητικὴ δὲ ὅταν ἔχωσι σημεῖα ἐναντία. Ἐνταῦθα ὑποθέτομεν τὸ τόξον εἰς αὐξάνον κατὰ τὴν γωνίαν ἐννοίαν κατ' ἣν καὶ ἡ

γωνία ω. Οὕτως, ἡ ἀκτίς τῆς καμπυλότητος λογίζεται, θετικὴ μὲν ὅταν ἡ καμπύλη στρέφῃ τὰ κοῖλα αὐτῆς πρὸς τὸν πόλον, ἀρνητικὴ δὲ ἐν τῇ ἐναντίᾳ περιπτώσει.

Παρατηρητέον ὅτι

$$\delta\tau = \frac{\rho^2 + 2 \left(\frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2 - \rho \frac{\delta^2\rho}{\delta\omega^2}}{\rho^2 + \left(\frac{\delta\rho}{\delta\omega}\right)^2} \delta\omega,$$

εἶναι ἡ ἀνάλογος ἔκθεσις τῆς ἐν § 165 εὑρεθείσης δτ, ἣν γωνίαν καμπυλότητος καλοῦσιν [200]. Ἐν τῷ περὶ οὗ πρόκειται συστήματι συντεταγμένων, ἡ ὑπὸ δύο συνεχῶν ἐφαπτομένων περιεχομένη γωνία, ἢτοι ἡ ἀπειροστημόριος διαφορὰ τῆς κλίσεως τ τῆς ἐφαπτομένης ἐπὶ τοῦ μονίμου ἄξονος, ἰσοῦται τῇ γωνίᾳ τῶν δύο συστοίχων ἐπιβατικῶν ἀκτίνων, πλέον τῇ αὐξήσει τῆς κλίσεως τῆς ἐφαπτομένης ἐπὶ τῆς τοῦ σημείου ἐπαφῆς διερχομένης ἀκτίνος.

223. Ἐν τῷ ἐφεξῆς ἀρθρῷ ἐφαρμόσομεν τὰς προεκτεθείσας θεωρίας εἰς διαφόρων καμπύλων ὑπερβατικῶν ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς. Ὅσον ἀφορᾷ τὰς τῆς δευτέρας τάξεως καμπύλας, παρελίπομεν τὰς ἐπ' αὐτῶν ἐφαρμογὰς τοῖς μαθηταῖς πρὸς ἀσκήσιν· ἄλλως, ἡ τοιαύτη ἐργασία οὐδ' ὅλως ἔσεται δύσκολος ἐξ ὅσων ἄχρι τοῦδε ἐδιδάχθησαν. Συνιστῶμεν αὐτοῖς τὴν ἀπόδειξιν τῶν ἐξῆς προτάσεων, ἐκ τῆς γνωστῆς πολικῆς ἐξισώσεως ἀπάσας τὰς περὶ ὧν ὁ λόγος καμπύλας ἐμφανούσης.

1^{ον}. Ἐν ταῖς καμπύλαις τῆς δευτέρας τάξεως, ὁ τόπος τῶν ἐξωτερικῶν περάτων τῶν πολικῶν ἐφαπτομένων εἶναι εὐθεῖα πρὸς ὀρθὰς ἐπὶ τὸν πολικὸν ἄξονα. Ἡ πρὸς ὀρθὰς δὲ αὕτη εὐθεῖα εἶναι ἀκριβῶς ἡ διευθετοῦσα τῆς καμπύλης. (Ἐντεῦθεν πορίζομεθα μέσον τοῦ ἄγειν ἐφαπτομένην τῆς καμπύλης κατὰ σημεῖον δοθὲν ἐκ' αὐτῆς).

2^{ον}. Ἐν τῇ παραβολῇ, ἡ ἐφαπτομένη παράλληλος ἐστὶ τῆς διχοτομοῦσης εὐθείας τὴν γωνίαν ἣν ἡ ἐπὶ τὴν ἐπαφήν

ἀγομένη ἐπιβατική ἀκτίς σχηματίζει μετὰ τοῦ πολικοῦ ἄξονος.

3ον. Ἐν τῇ αὐτῇ καμπύλῃ, ἢ τοῦ πόλου ἀπόστασις ἀπὸ τοῦ σημείου καθ' ἃ ἡ ἐφαπτομένη τέμνει τὸν πολικὸν ἄξονα, ἰσοῦται τῇ τῆν ἐπαφῆν· ζευγνοῦσα ἐπιβατικῇ ἀκτίνι.

ΚΔ'. ΠΕΡΙ ΣΠΕΙΡΩΝ.

224. Σπείρας καλοῦσιν οἱ Γεωμέτραι παντὸς εἶδους καμπύλας τεμνομένας κατ' ἄπειρον ἀριθμὸν σημείων ὑπὸ εὐθείας. Τῶν τοιούτων καμπύλων τὰ ἰδιώματα εὐκολώτερον ἐξιχνεύονται ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς.

225. Σπείρα Ἀρχιμήδειος (Σχ. 47). Ἡ καμπύλη αὕτη, ἣτις καὶ ἑλικὴ Ἀρχιμήδειος καλεῖται, γράφεται τῷ ἔξῃς τρόπῳ. Ἐνθὶ ἡ ἀκτίς ΟΛ στρέφεται περὶ τὸ κέντρον τοῦ κύκλου ΑΝΠ, συγχρόνως ἐν σημείον κινητὸν προβαίνει ἐπὶ τῆς ἀκτίνος ταύτης ἐκ τοῦ Ο ταχύτητι τῇ αὐτῇ ἢ κινεῖται τὸ πέρας Α τῆς ἀκτίνος, περιφερομένης κατὰ τὸν αὐτὸν χρόνον, περὶ τὴν περιφέρειαν. Οὕτω, τὸ κινητὸν σημεῖον () εὐρεθήσεται εἰς τὸ Α ἅμα ὡς ἡ ΟΛ τελειώσει ὑλόκληρον περιστροφὴν αὐτῆς. Ἐντεῦθεν δῆλον ὅτι, ἐν τῷ τυχόντι σημείῳ Μ τῆς σπείρας ὁ λόγος τῆς ΟΜ πρὸς τὴν ΟΝ ἰσοῦται τῷ λόγῳ τοῦ τόξου ΑΝ πρὸς τὴν περιφέρειαν ΑΝΠ. Ἐὰν φαντασθῶμεν τὸ μὲν κινητὸν σημεῖον ἐξακολουθοῦν τὴν κίνησιν αὐτοῦ πέραν τοῦ σημείου Α ἐπὶ τῆς ἀκτίνος προεκβαλλομένης, τὴν αὐτὴν δὲ ἀκτίνα περιστροφομένην ἐπ' ἄπειρον, ἢ σπείρα προαχθήσεται στρεφομένη ἀείπουτε περὶ τὸ σημεῖον Ο, οὕτως ὥστε, ὁ λόγος τοῦ ἀποστήματος οἰουδήποτε αὐτῆς σημείου ἀπὸ τοῦ Ο, πρὸς τὴν ἀκτίνα τοῦ κύκλου, ἔσεται ἴσος τῷ λόγῳ τοῦ διατρεχθέντος τόξου ἀπὸ τοῦ σημείου Α, ἐξ ἀρχῆς τῆς κινήσεως, πρὸς τὴν περιφέρειαν. Π. γ. κατὰ τὸ σημεῖον Μ', ἐν ᾧ ἡ ἀκτίς ἐφθασε μετὰ μίαν περιστροφὴν πλέον τοῦ τόξου ΑΝ, ἔχομεν

$$\frac{OM'}{ON} = \frac{ANHA + AN}{ANHA}$$

Καλοῦντες ρ τὴν ἐπιβατικὴν ἀκτίνα ΟΜ, ω τὸ τόξον ΑΝ, ὑποθέτοντες δὲ τὴν ἀκτίνα ΟΑ = 1, ἔχομεν τὴν ἐξίσωσιν τὴν περὶ ἧς λόγος σπείραν ἐμφαίνουσιν,

$$\rho = \frac{\omega}{2\pi}, \quad \text{ἢ ἐν γένει} \quad \rho = a\omega.$$

226. Ἐκ τῆς ἐξίσωσεως ταύτης λαμβάνομεν

$$\frac{d\rho}{d\omega} = a,$$

Ἄρα, ἐν τῷ Ἀρχιμηδεῖῳ ἑλικῇ (ὡς ἐν τῇ παραβολῇ ἐν ἄξοσιν ὀρθογωνίοις) ἡ ὑποκάθετος εἶναι σταθερά· ἐπομένως, ἡ κέντρον τῷ πόλῳ καὶ ἀκτίνι ἴση τῇ ὑποκαθέτῳ γραφομένη περιφέρεια κύκλου ἰσοῦται τῇ ΟΑ, ἀκτίνι τοῦ γεννήτορος κύκλου. Ἐντεῦθεν καταφαίνεται προσέτι ἀπλουστάτη κατασκευὴ τις τῆς ἐφαπτομένης καθ' οἷονδήποτε σημεῖον δοθέν.

Ἐκ τοῦ γενικοῦ τύπου τῆς ὑφαπτομένης [221] συνάγομεν προσέτι

$$OT = \gamma\varphi^n = \frac{\rho^3}{a} = a\omega^3 = \frac{\omega^3}{2\pi}.$$

Τὸ τῆς ὑφαπτομένης μῆκος κατὰ τὸ σημεῖον Α, ἐν ᾧ $\omega = 2\pi$, ἰσοῦται 2π . ἦτοι τῇ περιφέρειᾳ τοῦ γεννήτορος κύκλου. Ἀλλοῦ δὲ ὅτι, ἡ ἀντιστοιχοῦσα ὑφαπτομένη ἐν σημείῳ τῆς καμπύλης διδόμενον μετὰ μ περιελίξεις, ἰσοῦται μ φοράς τὴν περιφέρειαν ἧς ἡ ἀκτίς ἰσοῦται μ. ΟΑ.

Ἡ ἀξία λόγου αὕτη ἰδιώτως ἰδύνατο χρησιμεῦσαι πρὸς εὐθυγράμμισιν τῆς τοῦ κύκλου περιφέρειας, εἴαν ἦτο γνωστὴ κατασκευὴ τις γεωμετρικὴ τῆς Ἀρχιμηδεῖου σπείρας.

227. Καλοῦντες (τ — ω) τὴν γωνίαν ἣν ἡ ἐφαπτομένη κατὰ σημεῖον τὸ τυχόν τῆς καμπύλης σχηματίζει μετὰ τῆς κατὰ τὸ αὐτὸ σημεῖον ἀγομένης ἐπιβατικῆς ἀκτίνος, ἔχομεν [215, 221]

$$\epsilon\varphi(\tau - \omega) = \frac{\rho}{a} = \omega. \quad \gamma\varphi^n = a\omega^3.$$

Ἐννοοῦμεν τίνι κατασκευῇ ὀρίζεται ἡ ἐφαπτομένη καθ' οἷονδήποτε σημεῖον τῆς καμπύλης.

228. Σπείρα ὑπερβολικὴ (Σχ. 48). Ἄγομεν δύο εὐθείας ΟΧ, ΟΔ, πρὸς ὀρθὰς τεμνομένας. Κέντρον τῷ Ο γράφομεν τόξα, ὡς τὸ ΜΜ', ἴσα ἕκαστον μήκει δεδομένῳ τῷ ΟΔ = α. Ἡ τὰ ἄκρα Μ' τῶν τόξων τούτων ἐπιζευγνύουσα καμπύλη καλεῖται σπείρα ὑπερβολικὴ, διὰ τὸ ἀνάλογον τῆς ἐξισώσεως αὐτῆς πρὸς τὴν τῆς ὑπερβολῆς ἐν ταῖς ἀσυμπτώτοις.

Ἐκ τῆς ἀναλογίας

$$ΟΘ : ΟΝ' : : ΘΠ : Ν'Ν', \quad \eta \quad 1 : \rho : : \omega : \alpha,$$

συνάγομεν τῆς καμπύλης τὴν ἐξίσωσιν,

$$\rho\omega = \alpha, \quad \eta \quad \rho = \frac{\alpha}{\omega}.$$

Ἐκ τῆς σχέσεως ταύτης δῆλον ὅτι, διὰ $\omega = 0$ ἔχομεν $\rho = \infty$, καὶ $\rho = 0$ ὅταν $\omega = \infty$. Καθ' ὅσον ω αὐξάνει, ρ μειοῦται· ἄρα, ἡ καμπύλη μετὰ ἀριθμὸν ἄπειρον περιελίξεων φθάνει εἰς τὸν πόλον.

Ἄγοντες Ν'Π κάθετον τῇ ΑΒ, ἔχομεν

$$Ν'Π = \rho \eta \mu \omega = \frac{\alpha \eta \mu \omega}{\omega}.$$

Ὅταν $\omega = 0$, τότε $Ν'Π = \alpha$. Ἄρα, ἡ ΑΜ παράλληλος τῷ ἄξονι εἶναι ἀσύμπτωτος τῆς σπείρας.

229. Ἐκ τῆς αὐτῆς ἐξισώσεως συνάγομεν

$$\delta\rho = -\frac{\alpha\delta\omega}{\omega^2}, \quad \eta \quad \frac{\delta\omega}{\delta\rho} = -\frac{\omega^2}{\alpha}.$$

Ἐπομένως [221] $\Upsilon\varphi^n = -\alpha$.

Ἄρα, Ἐν τῇ ὑπερβολικῇ σπείρᾳ, τὸ τῆς ἐφαπτομένης μῆκος εἶναι μόνιμον δι' ἅπαντα τὰ σημεῖα τῆς καμπύλης.

Ἐύρισκομεν προσέτι [215] $\epsilon\varphi(\tau - \omega) = \dots \omega$.

230. Αἱ ἐξισώσεις τῶν δύο προηγούμενων σπειρῶν εἰσι

μερικαὶ περιπτώσεις τῶν τῇ ἐξισώσει $\rho = \alpha\omega$ δηλουμένων καμπύλων. Ὅταν ν ᾖναι ἀριθμὸς θετικὸς, αἱ σπείραι ἀρχοντάι ἀπὸ τοῦ πόλου. Ὅταν ν ᾖναι ἀριθμὸς ἀρνητικὸς, ἡ σπείρα οὐδέποτε φθάνει ἐν τῷ πόλῳ, ἢ μετὰ ἀπέλους περιελίξεις. Ὅταν $\nu = 1$, ἔχομεν τὴν τῆς Ἀρχιμηδείου σπείρας ἐξίσωσιν. Ὅταν $\nu = -1$, ἔχομεν τὴν ἐξίσωσιν τῆς ὑπερβολικῆς σπείρας.

231. Σπείρα παραβολικὴ. Δηλοῦται ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$\rho^2 = \sigma\omega.$$

(Σχ. 47) Ἡ καμπύλη καταγράφεται τυλισσάμενον τοῦ ἄξονος παραβολῆς περὶ κύκλον, τὸν Ο. Αἱ τεταγμέναί τῆς παραβολῆς τηροῦνται κάθετοι τῇ τοῦ κύκλου περιφερείᾳ, πίπτουσαι ἐπὶ τὰς προεκβολὰς τῶν ἀκτίνων. Ἐνταῦθα, ἀντὶ τοῦ ἀποστήματος ΟΜ, λαμβάνομεν ὡς ρ τὸ ἀπολαμβάνομενον μέρος ἐπὶ τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος ὑπὸ τοῦ σημείου Μ καὶ τῆς τοῦ κύκλου περιφερείας.

Ἐὰν λάβωμεν ὡς πόλον τὸ κέντρον τοῦ αὐτοῦ κύκλου, ἡ προηγουμένη ἐξίσωσις μετασχηματισθήσεται εἰς τὴν ἐξῆς·

$$\rho = \alpha \pm \sqrt{\sigma\omega}.$$

232. Σπείρα λογαριθμικὴ. Ἡ ἐξίσωσις αὐτῆς εἶναι

$$\omega = \log \rho, \quad \eta \quad \rho = a^\omega, \quad \eta \quad \text{καὶ} \quad \rho = e^{\lambda\omega}.$$

α δηλοῖ τὴν βάσιν τοῦ λογαριθμικοῦ συστήματος, ἣν ὑποθέτομεν μείζονα μονάδας (Σχ. 49).

Ὅταν $\omega = 0$, ἡ ρ ἰσοῦται μονάδι. Λύξανούσης τῆς ω , ἀπὸ μηδενός, ρ αὐξάνει ἐπίσης μᾶλλον καὶ μᾶλλον. Οὕτως, ἡ καμπύλη, ἀπὸ τοῦ Α ἀρχομένη, λαμβάνει περὶ τὸν πόλον ἀπέλους περιελίξεις ἀφισταμένη αὐτοῦ. Λύξανούσης τῆς ω ἀρνητικῶς, ρ μειοῦται, ἡ δὲ σπείρα λαμβάνει ἐπίσης, ἀπὸ τοῦ σημείου Α, ἀπέλους περιελίξεις περὶ τὸν πόλον Ο, ᾧ προσεγγίζει ἐπ' ἄπειρον ἀλλ' οὐδέποτε συμπίπτει.

233. Έκ τῆς ἐξίσωσως $\rho = e^{\lambda \alpha \cdot \omega}$ συνάγομεν

$$\frac{\delta \rho}{\delta \omega} = \lambda \alpha \cdot e^{\lambda \alpha \cdot \omega}, \quad \frac{\delta^2 \rho}{\delta \omega^2} = (\lambda \alpha)^2 e^{\lambda \alpha \cdot \omega}.$$

Οἱ ἐν §§ 216, 215, τύποι δίδουσιν

$$\epsilon\phi(\sigma - \omega) = -\lambda \alpha, \quad \epsilon\phi(\tau - \omega) = \frac{1}{\lambda \alpha}.$$

Ἄρα, αἱ ὑπὸ τῆς καθέτου καὶ τῆς ἐφαπτομένης μετὰ τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτῖνος περιεχόμεναι γωνίαι εἰσὶ μόνιμοι. Εὐρίσκομεν προσέτι

$$\Upsilon\phi^n = \frac{\rho}{\lambda \alpha}, \quad \Upsilon\chi^{\sigma\epsilon} = \rho \lambda \alpha.$$

Ἡ ἐκθεσις τῆς ἀκτῖνος τῆς καμπυλότητος [222] εἶναι ἐνταῦθα

$$\Lambda = \rho \sqrt{1 + (\lambda \alpha)^2} = \frac{\rho}{\sigma\upsilon\nu(\omega - \sigma)}$$

Ἄρα, μ ὄντος τοῦ κέντρου καμπυλότητος ἐν τῷ σημείῳ Μ τῆς λογαριθμικῆς σπείρας, ἔπεται ὅτι, ἡ μὲν γραμμὴ Ομ εἶναι κάθετος τῇ ἐπιβατικῇ ἀκτίνι ΟΜ, ἡ δὲ ἀκτὶς τῆς καμπυλότητος ἰσοῦται τῇ καθέτῳ Μμ. Ὁ λόγος τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτῖνος πρὸς τὴν φιλοῦσαν ἀκτῖνα εἶναι μόνιμος.

234. Ἐστώσαν ω' καὶ ρ' αἱ πολικαὶ συντεταγμέναι τοῦ κέντρου καμπυλότητος μ. Κατὰ τ' ἀνωτέρω ἔχομεν

$$\omega' = \omega + \frac{\Pi}{2}, \quad \rho' = \sqrt{\Lambda^2 - \rho^2} = \lambda \alpha \cdot \rho.$$

Ἀντισταρόντες ἐν τῇ ἐξίσωσι τῆς σπείρας $\rho = e^{\lambda \alpha \cdot \omega}$ τὰς ἐκ τῶν τελευταίων τούτων ἐξαγομένους τιμὰς τῶν ω καὶ ρ , λαμβάνομεν τὴν τῆς ἐνελιγμένης ἐξίσωσιν,

$$\rho' = \lambda \alpha \cdot e^{\lambda \alpha \left(\omega' - \frac{\Pi}{2} \right)}, \quad \eta \quad \rho' = e^{\lambda \alpha \left(\omega' - \frac{\Pi}{2} + \frac{\lambda \lambda \alpha}{\lambda \alpha} \right)}$$

Λοιπὸν, ἡ ἐνελιγμένη τῆς λογαριθμικῆς σπείρας εἶναι ἡ αὐτὴ σπείρα στραφεῖσα περὶ τὸν πόλον κατὰ γωνίαν ἴσην $\frac{\pi}{2} - \frac{\lambda \lambda \alpha}{\lambda \alpha}$. Ἴνα ἐννοήσωμεν καὶ ἄλλως ὅτι ἡ περὶ ἧς

λόγος ἐνελιγμένη εἶναι σπείρα λογαριθμικῆ, παρατηρητέον ὅτι ἡ ἐφαπτομένη αὐτῆς, οὕσα ἀκριβῶς ἡ ἀκτὶς Μμ, σχηματίζει πρὸς τὴν ἐπιβατικὴν αὐτῆς ἀκτῖνα γωνίαν μόνιμον.

ΣΗΜ. Τῆς διαφορῆς δύο ἀκτῖνων καμπυλότητος οὕσης ἴσης τῷ ἀντιστοιχοῦντι τόξῳ τῆς ἐνελιγμένης, εὐκόλως ἐννοοῦμεν ὅτι, τὸ μῆκος ἀλόκληρον τοῦ τόξου τῆς λογαριθμικῆς σπείρας, ἀπολαμβάνομένου μετὰ τοῦ σημείου Μ οἰουδήποτε καὶ τοῦ ἀσυμπύτου πόλου, ἰσοῦται τῇ ἐφαπτομένη ἀγομένη κατὰ τὸ αὐτὸ σημεῖον Μ, περατούμενη δὲ ἐπὶ τὴν κάθετον τῇ ἐπιβατικῇ ἀκτίνι ΟΜ.

235. Ἡ τετραγωνίζουσα, καμπύλη τοῦ ΛΕΙΝΟΣΤΡΑΤΟΥ. (Σχ. 51) Ἐστω κύκλος Ο. Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ ἐφαπτομένη ΑΓ καὶ ἡ ἀκτὶς ΟΑ κινουμένη συγχρόνως καὶ ὁμοιομόρφως, ἡ μὲν προσεγγίζουσα τῇ ΟΑ παραλλήλως ἐαυτῇ, ἡ δὲ διατρέχουσα τὸ τεταρτοκύκλιον ἀπὸ τοῦ σημείου Α, καθ' ὃ εἰσὶ κάθετοι ἀλλήλαις, πρὸς Α. Τετραγωνίζουσα καλεῖται ἡ καμπύλη ΑΖΑ, παραγομένη τῇ συνεχῇ τομῇ ὑπ' ἀλλήλων τῶν εὐθειῶν τούτων κινουμένων.

Ἐκ τοῦ τρόπου παραγωγῆς τῆς περὶ ἧς ὁ λόγος καμπύλης, εὐκόλως μορφοῦμεν τὰς ἐξισώσεις αὐτῆς πρὸς συντεταγμένους ὀρθογωνίους γραμμικὰς καὶ πρὸς συντεταγμένους πολικὰς. Ἔχομεν οὕτω, καλοῦντες α τὴν ἀκτῖνα ΟΑ,

$$\psi = \chi \epsilon\phi \left(\frac{\Pi}{2} - \frac{\alpha - \chi}{\alpha} \right), \quad \text{καὶ} \quad \rho = \frac{\alpha \left(\frac{1}{2} \Pi - \omega \right)}{\frac{1}{2} \Pi \sigma\upsilon\nu \omega}$$

Τῇ ὑπερβατικῇ ταύτῃ καμπύλῃ, ὑπάρχει ἀσύμπτωτος ἡ εὐθεῖα ΣΑ. Εὐκόλως συνάγομεν τὴν ιδιότητα

$$ΟΑ : ΟΑ : : ΟΑ : \text{τόξ} \frac{1}{2} \Pi.$$

Ἄρα, τῆς καμπύλης γραφείας, εὐρίσκομεν διὰ τρίτης ἀναλόγου τὸ τεταρτομήριον τῆς περιφέρειας, ἐπιμένους καὶ τὴν

περιφέρειαν ολόκληρον. Ἐκ τοῦ ἀξιοπαρκατηρήτου ιδιώματος τούτου ἡ καμπύλη ὀνομάσθη τετραγωνίζουσα· διότι ὁ Δεινόστρατος ἐνόμισεν ὅτι ἠδύνατο ὠφελιθῆναι πρὸς τετραγωνισμόν τοῦ κύκλου. Τῷ ὄντι δὲ, τὸ πρήβλημα τοῦτο ἐλύετο, εἰ δυνατόν ἦτον ὀρίσαι ἀκριβῶς τὸ σημεῖον Λ. Ἀλλὰ τοῦτο προφανῶς ἀδύνατον· διότι τὸ σημεῖον αὐτὸ πρέπει νὰ προκύψῃ τῇ ὑπ' ἀλλήλων τομῇ δύο εὐθειῶν ἀμφοτέρων ταυτιζομένων τῇ ΟΨ.

236. Πρὸς ἀσκήσιν προτεινόμεν τὴν κατασκευὴν καὶ διασκόπησιν τῶν καμπύλων ὑπὸ τῶν ἐξῆς ἐξισώσεων ἐμφαινομένων ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς.

1) $\rho = a \sin \omega \pm b.$ (Κοχλίας τοῦ Πασχάλη).

Τὴν μορφήν τῆς καμπύλης ταύτης, τῇ ὑποθέσει $b < a$, παρίσταισι τὸ Σχ. 50.

2) $\rho = \mu \pm \sin \nu \omega.$

Οἱ συντελεσταὶ μ, ν , δηλοῦσιν ἀριθμοὺς, ὧν ὁ μὲν δεύτερος ὑποτίθεται ἀκέραιος, ὁ δὲ πρῶτος μείζων μονάδος. Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἐμφαίνει καμπύλην ἁστεροειδή, περιλαμβανομένην μεταξὺ δύο κύκλων, γραφομένων κέντρῳ μὲν τῷ πόλῳ ἀκτίσι δὲ ἀμοιβαίως ἴσαις $\mu - 1$ καὶ $\mu + 1$.

ΚΕ'. ΠΕΡΙ ΑΣΥΜΠΤΩΤΩΝ ΤΩΝ ΚΑΜΠΥΛΩΝ ΕΝ ΣΥΝΤΕΤΑΓΜΕΝΑΙΣ ΠΟΛΙΚΑΙΣ.

237. Ὁ προσδιορισμὸς τῶν ἀσύμπτωτων ἐν τῷ τριούτῳ συστήματι συντεταγμένων, προκύπτει ἐκ τοῦ ὁρισμοῦ αὐτοῦ τῶν γραμμῶν τούτων. Ἔστω, τῷ ὄντι, ω' τιμὴ τις τῆς ω δι' ἣν ἡ ἐπιβατικὴ ἀκτὶς ρ ἀποκαθίσταται ἄπειρος. Λαμβάνοντες ἐπὶ τῆς καμπύλης σημεῖον Μ (Σχ. 52) τὸ τυχόν, οὕτινος τὴν ἀπόστασιν ΜΗ ἀπὸ τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος ΟΔ καλοῦμεν z , ἔχομεν

$$z = \rho \sin(\omega' - \omega),$$

ω οὔσης τῆς οἰαςδήποτε γωνίας ΜΟΧ. Τὸ ὄριον πρὸς ὃ τείνει ἡ z , ὅταν ω τείνη πρὸς ω' , ἔσεται τὸ ἀπόστημα τῆς ἀσύμπτωτου ἀπὸ τῆς διευθύνσεως τῆς ἀπείρου ἐπιβατικῆς ἀκτίνος. Ὅταν τὸ ὄριον τοῦτο ἦναι μηδέν, συνάγομεν ὅτι ἡ εὐθεῖα ἣτις σχηματίζει τὴν γωνίαν ω' μετὰ τοῦ πολικοῦ ἄξονος, εἶναι ἀσύμπτωτος. Ἀλλ' ἐὰν εὔρωμεν

$$\text{ὄριον } \rho \sin(\omega' - \omega) = \pm \lambda,$$

ἡ ἀσύμπτωτος ἔσεται παράλληλος τῇ εὐθείᾳ ταύτῃ, κειμένη ἄνω ἢ κάτω αὐτῆς ἐν τῇ ἀποστάσει λ . Τέλος, ὅταν z δὲν ἔχῃ ὄριον, δὲν ὑπάρχει ἀσύμπτωτος σχηματίζουσα τὴν γωνίαν ω' μετὰ τοῦ πολικοῦ ἄξονος.

Πρὸς ὁρισμόν τοῦ ὄριου τοῦ $\rho \sin(\omega' - \omega)$, παρατηρήτέον ὅτι·

$$\rho \sin(\omega' - \omega) = \frac{\sin(\omega' - \omega)}{\left(\frac{1}{\rho}\right)}.$$

Ὅταν $\omega = \omega'$, ἀμφότεροι οἱ ὅροι τοῦ ἐν τῷ δευτέρῳ μέλει κλάσματος μηδενίζονται· τὴν δὲ ἀληθῆ τιμὴν αὐτοῦ εὑρίσκωμεν καθιστῶντες ω' ἀντὶ ω ἐν ταῖς παραγομέναις τῶν δύο ὄρων [114]. Ἀλλὰ,

$$\frac{\sin(\omega' - \omega)}{\delta \omega} = \sin(\omega' - \omega) = 1, \text{ ὅταν } \omega = \omega'.$$

Ἄρα, ὅπως γνωσθῆ τὸ ζητούμενον ὄριον, διαιρετέον — 1 τῇ τιμῇ ἣν λαμβάνει ἡ παραγομένη τῆς συνεκθέσεως τῆς ω , ἢν $\frac{1}{\rho}$ ἐμφαίνει, θετέον δ' ἐν αὐτῇ ω' ἀντὶ ω .

238. Προκείσθω ἡ τῆς ὑπερβολῆς πολικὴ ἐξίσωσις

$$\rho = \frac{\pi}{1 - \epsilon \sin \omega}.$$

ἔχομεν $\frac{1}{\rho} = \frac{1 - \epsilon \sigma \nu \omega}{\pi}$.

Ἐπομένως, ἡ τῆς $\frac{1}{\rho}$ παραγομένη εἶναι

$$\frac{\epsilon \eta \mu \omega}{\pi}$$

Διαιροῦντες — 1 διὰ ταύτης, λαμβάνομεν

$$\frac{1 - \pi}{\epsilon \eta \mu \omega} = \frac{1 - \epsilon^2}{\epsilon} = 1 - \epsilon.$$

Ἄρα, ἐν τῇ ὑπερβολῇ, αἱ τῶν ἐστιῶν ἀπουτάσεις ἀπὸ τῶν ἀσυμπτῶτων ἰσοῦνται τῷ δευτέρῳ ἡμίμαξονι τῆς καμπύλης. 239. Προκείσθω προσέτι ἡ ἐξίσωσις (Σγ. 53).

$$\rho = \epsilon \sigma \nu \omega.$$

ἐν ἣ ν ὑποτίθεται ἀριθμὸς ἀκέραιος.

Ἡ καμπύλη διέρχεται τοῦ πόλου. Αὐξάνομένης ω ἀπὸ 0 μέχρι $\frac{\pi}{2\nu}$, ἡ ρ αὐξάνει ἀπὸ 0 ἐπ' ἀπειρον. Ὅπως ἐξι-

χνεύσωμεν ἐὰν ἡ καμπύλη ἔχη ἀσύμπτωτον παράλληλον τῇ ἐπιβατικῇ ἀκτίνι ΟΘ, σχηματίζουσα μετὰ τοῦ ἄξονος ΟΧ

τὴν γωνίαν $\frac{\pi}{2\nu}$, ζητήσωμεν τὸ ὄριον τοῦ ῥήμ $\left(\frac{\pi}{2\nu} - \omega\right)$,

ὅταν $\omega = \frac{\pi}{2\nu}$ [237]. Τὸ ὄριον τοῦτο ἔχομεν διαιροῦντες

— 1 διὰ τῆς τιμῆς ἣν λαμβάνει ἡ παραγομένη τῆς συνεχ-

θέσεως τῆς ω, ἣν $\frac{1}{\rho}$ ἐμφανίζει, φροντίζοντες καθιστᾶν $\frac{\pi}{2\nu}$

ἀντὶ ω ἐν τῇ αὐτῇ παραγομένῃ. Ἀλλὰ

$$\frac{1}{\rho} = \frac{1}{\epsilon \sigma \nu \omega},$$

καὶ $\delta \frac{1}{\epsilon \sigma \nu \omega} = \frac{\nu \cdot \tau \epsilon \mu ^2 \nu \omega}{\epsilon \sigma \nu ^2 \nu \omega} = \frac{\nu}{\eta \mu ^2 \nu \omega}$.

Ἄρα, διαιροῦντες — 1 διὰ τῆς παραγομένης ταύτης, ἔχομεν

$$\frac{\eta \mu ^2 \nu \omega}{\nu}$$

Καθιστῶντες δὲ $\omega = \frac{\pi}{2\nu}$, λαμβάνομεν,

$$\frac{\eta \mu ^2 \frac{1}{2} \pi}{\nu}, \quad \eta \quad \frac{1}{\nu}.$$

Ἄρα, ἡ καμπύλη ἔχει ἀσύμπτωτον τὴν εὐθεΐαν ΖΛ, παράλληλον τῇ ΟΘ, ἐν ἀποστάσει ἀπὸ ταύτης $OZ = \frac{1}{\nu}$. Βλέ-

πομεν ὅτι αἱ ἀπὸ 0 μέχρι $\frac{1}{2} \pi$ αὐξάνουσαι τιμαὶ τῆς ω, δίδουσι τὸ τόξον ΟΔ, ἀπὸ τοῦ πόλου ἀναχωροῦν καὶ ἔχον ἀσύμπτωτον τὴν εὐθεΐαν ΖΛ.

Αὐξάνοντες τὴν ω ἀπὸ $\frac{\pi}{2\nu}$ μέχρι $\frac{\pi}{\nu}$, εὐρίσκομεν τὸ τόξον Δ'Ο, ἀσύμπτωτον τῇ ἐπέκτάσει ΖΛ' τῆς ΖΛ, καὶ περνούμενον ἐν τῷ πόλῳ, ὅταν $\omega = \frac{\pi}{\nu}$. Ἡ ἐπιβατικὴ ἀκτὶς εἶναι τότε ἀρνητικῆ, μειουμένη, ἐν ἀπολύτῳ τιμῇ, ἀπὸ ∞ μέχρι 0.

240. Καθιστῶντες ἐν τῇ προτεθείσῃ ἐξισώσει, ἀντὶ ω, $\omega' + \frac{\pi}{\nu}$, ἤτοι λαμβάνοντες πολικὸν ἄξονα τὴν εὐθεΐαν ΟΧ'

περιέχουσαν μετὰ τοῦ παλαιοῦ ΟΧ γωνίαν ἴσων $\frac{\pi}{\nu}$, ἡ ἐξί-

σωσις οὐδύλως ἀλλοιοῦται. Ἐπομένως, αἱ τῆς ω' τιμαὶ, ἀπὸ 0

μέχρι $\frac{\pi}{\nu}$ αὐξάνουσαι, ὀρίσουσι δύο νέα τόξα ἴσα τοῖς ΟΔ, ΟΔ',

έχοντα επίσης κοινήν ασύμπτωτον, και ὄν ἡ πρὸς τὸν ἄξονα ΟΧ' θέσις ἐστίν ἡ αὐτὴ οἷα ἡ τῶν ΟΑ, ΟΑ', πρὸς τὸν ΟΚ.

Εὐκόλως ἤδη ἐννοοῦμεν ὅτι, ἡ καμπύλη συγκροτεῖται ἐκ 2ν ζευγῶν κλωνῶν, ὡς ΟΑ, ΟΑ', και ἔχει 2ν ασυμπτώτους.

241. Τέλος, διὰ τῶν αὐτῶν κανόνων εὐρίσκομεν και αὐθις, ὅτι ἐν τῇ ὑπερβολικῇ σπαίρα, θεωρηθεῖσα ἐν § 228, ἡ εὐθεῖα ΔΒ εἶναι ἀσύμπτωτος τῆς καμπύλης κειμένη ἐν ἀποστάσει ΟΑ = α (Σχ. 48).

ΚΣΤ'. ΠΕΡΙ ΣΗΜΕΙΩΝ ΕΙΔΙΚΩΝ ΤΩΝ ΕΠΙΠΕΔΩΝ ΚΑΜΠΥΛΩΝ.

242. Λί ἐν τοῖς προηγουμένοις ἀρθοῖς ἐκτεθεῖσαι γνώσεις, ἀφορῶσαι τὸν ὀρισμὸν τῶν ἐφαπτομένων τῶν καμπυλῶν, τῶν φιλοτόρων κύκλων, ἢ ἐν γένει, τῶν φιλοουσῶν καμπυλῶν, βάσιν ἔχουσι τὸ θεώρημα τοῦ Τάυλορ, ὑποθέτουσαι ἐν γένει ὅτι οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ τῆς συνεκθέσεως, τὴν τιμὴν τῆς τεταγμένης ἐκφραζούσης διὰ τῆς τετραμημένης, λαμβάνουσιν, ἐν τῷ περὶ οὗ πρόκειται σημείῳ τῆς καμπύλης, τιμὰς πεπερασμένας και ὀρισμένας. Ἄρα ἐπάναγκες, κατὰ ἀρθ. ΙΒ', τὸ σχῆμα τῆς καμπύλης νὰ ᾖναι συνεχὲς ἐγγύς τοῖς σημείοις τούτοις· προσέτι δὲ, ἡ περὶ ἧς πρόκειται συνέκθεσις νὰ μὴ πύπτῃ, διὰ τὴν κατὰ ταῦτα ἀνήκουσαν τιμὴν τῆς τετραμημένης, εἰς τὰς ἐξαιρετικὰς περιπτώσεις περὶ ὧν πραγματεύεται τὸ ἀρθ. ΙΓ'. εἰ τούναντίον, τὸ σχῆμα τῶν καμπυλῶν ἔχει ἐν γένει ἰδιάζοντα σχηματισμὸν, παρουσιάζον σημεῖα καλούμενα εἰδικά.

Ἐν πλείσταις περιπτώσεσιν ὑπάρχουσι σημεῖα εἰδικά, διότι ἡ καμπύλη ἔχει δύο ἢ πλείονας κλώνας συμπίπτοντας κατὰ τὰ αὐτὰ σημεῖα. Οὐχ ἥττον ὅμως, καμπύλαι, μοναδικὴν διεξθουσιν ἔχουσαι, ἢ διαχωριζόμεναι εἰς πλείονας κλώνας διακεκομμένους και μὴ χιαζομένους, παρουσιάζουσιν ἐνίοτε σημεῖα ἀξιοπαρατήρητα τῇ γενικῇ ὀνομασίᾳ τῶν εἰδικῶν συμπεριλαμβανόμενα. Τὰ μέγιστα και τὰ ἐλάχιστα, περὶ ὧν ἐπραγματεύθημεν ἤδη, συσταίχουσι και ταῦτα σημεῖοις εἰδικαῖς. Ἐφεξῆς ἠμιλήσομεν περὶ ἐτέρων,

Σημεῖα καμπῆς.

243. Σημεῖον καμπῆς ὀνομάζεται ἐκεῖνο καθ' ὃ ἡ καμπύλη, μὴ διακόπτουσα τὴν συνέχειαν αὐτῆς, ἐκ κοίτης γίνεται κυρτῆ, ἢ ἐκ κυρτῆς κοίτη. Σημεῖον τοιοῦτον εἶναι τὸ Μ (Σχ. 54). Ἄξομεν κατὰ τὸ σημεῖον τοῦτο ἐφαπτομένην. Παρατηροῦντες τὰς διαφοροὺς τεταγμένας τῆς τε καμπύλης ΒΜΓ και τῆς ἐφαπτομένης αὐτῆς ΓΤ', τὰς ἐκατέρωθεν τῆς κοινῆς τεταγμένης ΜΠ κειμένας, βλέπομεν ὅτι, αἱ διαφοραὶ Μ'Ν' και Μ''Ν' ἐλαττοῦνται βαθμηδὸν προσεγγίζουσαι τῷ σημείῳ Μ, ἐν ᾧ ἐν τέλει μηδενίζονται· προσέτι δὲ πρέπει νὰ ἔχωσι σημεῖα ἐναντία ὡς κείμεναι ἐκ διαφορῶν μερῶν τῆς ἐφαπτομένης. Ἐκθέσωμεν ἀναλυτικῶς τὴν τοιαύτην συνθήκην.

Καλοῦμεν ΠΠ' = ΠΠ'' = 0, και ἔχομεν,

$$Μ'Ν' = \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} \frac{0^2}{2} + \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3} \frac{0^3}{2 \cdot 3} + \frac{\delta^4\psi}{\delta x^4} \frac{0^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \dots,$$

$$Μ''Ν'' = \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} \frac{0^2}{2} - \frac{\delta^3\psi}{\delta x^3} \frac{0^3}{2 \cdot 3} + \frac{\delta^4\psi}{\delta x^4} \frac{0^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} - \dots$$

Τούτων τεθέντων, ἵνα ὑπάρχη καμπῆ εἰς Μ, πρέπει ἀναγκαιῶς, δεδομένης τῇ 0 τιμῆς μικροτάτης, αἱ δύο γραμμαὶ Μ'Ν' και Μ''Ν'' νὰ ἔχωσι σημεῖα ἐναντία. Ἀλλὰ τοῦτο

ἀδύνατον, ἢ ὅταν ὁ πρῶτος ὅρος $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} \frac{0^2}{2}$ τῶν προηγουμένων

δύο σειρῶν ἰσοῦται μηδενί· διότι τὸ σημεῖον αὐτῶν δυνατόν νὰ ἐξαρτᾶται ἀπὸ τοῦ σημείου τοῦ πρώτου τούτου ὅρου, ἔχοντας ἐν ἀμφοτέραις ταῖς σειραῖς τὸ αὐτὸ σημεῖον [134]. Ἄρα πρέπει νὰ ἔχομεν

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} \frac{0^2}{2} = 0, \quad \text{ἢ μᾶλλον} \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = 0.$$

Ἐάν, ἡ μηδενίζουσα τὸν δεῦτερον διαφορικὸν συντελεστὴν τιμὴ τῆς x, μηδενίζῃ και τὸν τρίτον $\frac{\delta^3\psi}{\delta x^3}$, ἀπαιτεῖται, ἵνα

υπάρχει σημείον καμπής, να μηδενίζεται τῆ αὐτῆ τιμῆ καὶ ὁ τέταρτος διαφορικὸς συντελεστής. Καὶ οὕτω καθ' ἑξῆς.

Ἄρα, ἐν γένει, ἵνα ὑπάρχη σημεῖον καμπῆς, πρέπει νὰ ᾖται τάξιως ἄρτιος ὁ τελευταῖος διαφορικὸς συντελεστής μηδενιζόμενος τῆ περι ἧς πρόκειται τιμῆ τῆς x.

244. Ὄταν ἡ τιμῆ αὐτῆ τῆς x, ἧτις εἶναι ἡ αὐτῆ εἰς ἀμφοτέρωσ τὰς προηγουμένας σειράς, ἀποκαθιστᾷ ἄπειρον τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς δευτέρας τάξεως, ὅπερ δύνανται συμβῆναι ὅταν οὗτος ᾖται κλασματικὸς, τότε ἀμφοτέρωσ αἱ σειραὶ ἀποκαθίστανται ἄπειροι, ἐπομένως οὐδὲν συνάγομεν ἐκ τῆς προηγουμένης ἀποδείξεως, βάσιν ἐχούσης τὴν ὑπαρξίν τῶν τοιούτων ἐκτυλιγμάτων. Ἐν τῆ περιπτώσει ταύτῃ παρατηρητέον

ὅτι, ἡ σχέσις $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = 0$ δείκνυσιν ὅτι, ἐν γένει, μετα-

βάλλεται τὸ σημεῖον τοῦ δευτεροταγοῦσ διαφορικὸυ συντελεστοῦ ἐν τῆ καμπῆ· ἀλλὰ τὸ σημεῖον τοῦ συντελεστοῦ τούτου ἐπίσης μεταβάλλεται διερχομένου αὐτοῦ διὰ τοῦ ἀπείρου, καὶ περὶ τούτου πρέπει νὰ βεβαιωθῆσθαι.

245. Ἐκ τῶν προεκτεθέντων συνάγομεν ὅτι ἵνα ὑπάρχη ἐν καμπύλῃ τινὶ σημεῖον καμπῆς, ἀπαιτεῖται ἡ τετραμημένη τοῦ σημείου τούτου νὰ ταυτοποιῆ τὴν ἑτέραν τῶν σχέσεων

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = 0, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \infty.$$

Ὄταν βεβαιωθῶμεν περὶ τῆς ὑπαρξείως τῆς ἑτέρας τῶν σχέσεων τούτων, ἀξάνομεν καὶ ἐλαττοῦμεν διαδοχικῶσ κατὰ μικροτάτην ποσότητα 0 τὴν τετραμημένην τοῦ περὶ οὗ λόγος σημείου. Ἐὰν αἱ τιμαὶ τοῦ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$, διδόμεναι τῆ ἀντισταγωγῆ τῶν τιμῶν τούτων τῆς x, ἔχουσιν σημεῖα ἐναντία, δῆλον ὅτι ὑπάρχει σημεῖον καμπῆς.

246. Προκείσθω ἡ ἐξίσωσις

$$\psi = 6 + 2(x - a)^4.$$

Ἡ ὑπ' αὐτῆς ἐμφαινόμενη καμπύλη, ὁμοία τῆ τοῦ Σχ. 54, ἔχει ἐν σημείον καμπῆς συστοιχοῦν ἐπὶ τὴν τετραμημένην $x = a$, καθ' ἣ ἑφαπτομένη τῆς καμπύλης εἶναι παράλληλος τῷ ἄξονι τῶν x.

247. Ἐκ τοῦ ἐξῆς παραδείγματος πληροφορούμεθα, ὅτι ἐνίοτε ἀδύνατον εἶναι ἰσῶσαι μηδενὶ τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν τῆς δευτέρας τάξεως, πρὸς τὸν σκοπὸν τοῦ ἐξιχνεῦσαι ἵαν ὑπάρχη σημεῖον καμπῆς.

Ἐκ τῆς ἐξισώσεως, παραβολῆν ἐμφαινούσης,

$$\psi = 6 + ax^2,$$

συνάγομεν $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = 2a$, τιμὴν ἀμετάβλητον. Ἄρα, ἐν τῆ παραβολῇ οὐδὲν σημεῖον καμπῆς ὑπάρχει.

248. Ἐπιπονται διάφοροι ἐξισώσεις, παρέχουσαι σημεῖα καμπῆς.

- 1) $\psi^3 - x^5 = 0$.
Σημεῖον καμπῆς ἐν τῆ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων.
- 2) $\psi = e^{-x^2}$. Δύο σημεῖα καμπῆς [81] (Σχ. 20),
 $\left(-1 \sqrt{\frac{1}{2}}, + \frac{1}{\sqrt{e}}\right)$ καὶ $\left(-1 \sqrt{\frac{1}{2}}, + \frac{1}{\sqrt{e}}\right)$.
- 3) $\psi = x^4$. Σημεῖον καμπῆς ἐν τῆ ἀρχῇ, ἐν ἧ ὁ τῶν x ἄξων ἀπτεται τῆς καμπύλης.
- 4) $\psi = x - x^3$. Σημεῖον καμπῆς ἐν τῆ ἀρχῇ.
- 5) $\psi = x^3 - 6x^2 + 11x - 6$.
Μία καμπὴ κατὰ τὸ σημεῖον $(-1 \cdot 2, 0)$.
- 6) $\psi^5 + a^2x^3 - 6^5 = 0$. Τρία σημεῖα καμπῆς ὧν αἱ συντεταγμέναι εἰσὶν ἀμοιβαίως $(0, 6)$,

$$\left(\sqrt[3]{\frac{6^5}{a^2}}, 0\right), \left(-\sqrt[3]{\frac{6^5}{a^2}}, 6\sqrt[5]{6}\right).$$

7) $\psi = \epsilon + (x - a)^2$.

Καμπή οριζόρτειος εν τῷ σημείῳ (α, ε).

8) $\psi = \epsilon + (x - a)^3$.

Καμπή κατακόρυφος εν τῷ σημείῳ (α, ε).

9) $\psi = \epsilon \phi x$. "Απαντα τὰ σημεία, ἄπειρα τῶν ἀριθμῶν, $(x = \pm \mu \Pi)$ καθ' ἃ ἡ καμπύλη τέμνει τὸν ἄξονα τῶν x, εἰσὶ σημεία καμπῆς.

Σημεῖα ἀνακάμψεως.

249. Σημεῖον ἀνακάμψεως καλεῖται ἐκεῖνο ἐφ' ὃ ἡ καμπύλη φθάσασα στρέφει τὴν ὁδὸν αὐτῆς πρὸς τὰ ὀπισθεν. Κατὰ τὸ σημεῖον τῆς ἀνακάμψεως δύο κλῶνες τῆς καμπύλης ἀπολήγουσιν ἔχοντες μίαν κοινὴν ἐφαπτομένην.

Δύο εἰδῶν ἀνακάμψεις διακρίνονται, ἡ μὲν M λέγεται ἀνάκαμψις τοῦ πρώτου εἴδους, ἡ δὲ M' ἀνάκαμψις τοῦ δευτέρου εἴδους, καθ' ὅσον τὰ κυρτὰ ἀμφοτέρων τῶν κλωνῶν εἰσὶν ἀντίθετα, ἢ τὰ κοῖλα ὁμόκεντρα· ἢ ἐν ἄλλοις λόγοις, καθ' ὅσον οἱ δύο κλῶνες τῆς καμπύλης κεῖνται ἐκ διαφόρων μερῶν τῆς ἐφαπτομένης ἢ ἐκ τοῦ αὐτοῦ μέρους (Σχ. 55).

Ἐπειδὴ ἡ καμπύλη κατὰ τὸ σημεῖον τῆς ἀνακάμψεως διακόπτει τὴν ὁδὸν αὐτῆς, πρέπει, ἐν τῇ δε τῇ περιπτώσει, δύο τιμαὶ τῆς ψ , πραγματικαὶ ὅταν x ᾖναι μείζων ἢ ἐλάσσων τῆς τετραμημένης τοῦ σημείου, νὰ ὦσι φανταστικαὶ ὅταν x ᾖναι ἐλάσσων ἢ μείζων τῆς τετραμημένης ταύτης· προσέτι δὲ, δύο

τιμαὶ τοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ν' ἀποκαθίστανται ἴσαι. Ὁ συλλογισμὸς οὗ-

τος υποθέτει ὅτι ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς περιέχει ριζικόν.

250. Ἐξ ὅσων εἶδομεν ἐν § 68, τὸ εἶδος τῆς ἀνακάμψεως

καθίσταται γνωστὸν ἐκ τοῦ σημείου τοῦ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ ἐπι τῶν δύο

κλωνῶν ἐγγύς τῷ σημείῳ περὶ αὐτὸ ὁ λόγος. Ἐάν, πρὶν ἢ διακόψῃ ἡ καμπύλη τὴν ὁδὸν αὐτῆς, ὁ δευτεροταγῆς διαφορικὸς

συντελεστὴς ἔχῃ δύο τιμὰς, τὴν μὲν ἔχουσιν σημεῖον ὁμοῖον τῷ πῆς ψ , τὴν δὲ ἐναντίον, δῆλον ὅτι ὑπάρχουσι δύο κλῶνες καμπύλης ἐνούμενοι κατὰ τὸ σημεῖον M (Σχ. 55), ὁ μὲν κυρτὸς ὁ δὲ κοῖλος πρὸς τὸν ἄξονα τῶν x. Διὰ τῶν χαρακτηρῶν τούτων διακρίνομεν ἐν σημείον ἀνακάμψεως τοῦ πρώτου εἴδους. Εἰ δὲ τὸναντίον, αἱ δύο τιμαὶ τοῦ $\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2}$ ἔχουσι τὸ

αὐτὸ σημεῖον, οἱ κατὰ τὸ σημεῖον M' ἐνούμενοι κλῶνες εἰσὶν ὁμόκεντροι. Διὰ τοῦ χαρακτηῆρος δὲ τούτου γνωρίζομεν ὅτι ὑπάρχει ἀνάκαμψις τοῦ δευτέρου εἴδους.

251. Ὁ χαρακτήρ $\Sigma'(x) = 0$, διδόμενος τῇ τιμῇ $x = a$, ἀνήκει εἰς ἀνάκαμψιν ὀριζόντειον, ἥτις ἔσται τοῦ πρώτου εἴδους ἐάν, ποιοῦντες $x = a \mp 0$, εὐρίσκωμεν διὰ ψ μίαν τιμὴν φανταστικὴν ἀφ' ἑνὸς μέρους τοῦ τῆς ἀνακάμψεως σημείου καὶ δύο τιμὰς πραγματικὰς ἀφ' ἑτέρου, τὴν μὲν μείζονα τὴν δὲ ἐλάσσονα τῆς τεταγμένης τοῦ αὐτοῦ σημείου. Ἄλλ' ὅταν αἱ δύο πραγματικαὶ καὶ διακεκριμέναι τιμαὶ τῆς ψ , τῇ αὐτῇ τετραμημένη στοιχοῦσαι, εἰσὶν ἀμφοτέραι μείζονες ἢ ἀμφοτέραι ἐλάσσονες τῆς τιμῆς τῆς τεταγμένης τοῦ σημείου τῆς ἀνακάμψεως, τότε αὕτη εἶναι τοῦ δευτέρου εἴδους.

Τέλος, ὁ χαρακτήρ $\Sigma'(x) = \infty$ ἀνήκει εἰς ἀνάκαμψιν ὀρθὴν, ἥτις εἶναι τοῦ πρώτου εἴδους ἐάν, διὰ τετραμημένας ὅσον βουλόμεθα μικρὸν διαφερούσας τῆς $x = a$, εὐρίσκωμεν τεταγμένας πραγματικὰς ἑκατέρωθεν τοῦ τῆς ἀνακάμψεως σημείου, καὶ ἀμφοτέρως μείζονας ἢ ἐλάσσονας τῆς τεταγμένης τοῦ σημείου τούτου. Ἄλλ' ἡ ὀρθὴ ἀνάκαμψις εἶναι τοῦ δευτέρου εἴδους ὅταν, ποιοῦντες $x = a \mp 0$, λαμβάνομεν διὰ ψ μίαν τιμὴν φανταστικὴν ἀφ' ἑνὸς μέρους τοῦ σημείου τῆς ἀνακάμψεως καὶ δύο τιμὰς πραγματικὰς ἀφ' ἑτέρου, ἀμφοτέρως μείζονας ἢ ἀμφοτέρως ἐλάσσονας τῆς τεταγμένης τοῦ σημείου αὐτοῦ.

252. Προκείσθω ἡ ἐξίσωσις

$(\psi - x)^2 - x^3 = 0$, ἢ $\psi = x \pm x^3 \sqrt{x}$.

Ἡ καμπύλη σταματᾷ ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων.

Ἀλλὰ τοῦτο δὲν ἀρκεῖ ὅπως γνωρίζομεν ἐὰν κατὰ τὸ μέρος τοῦτο ὑπάρχῃ σημεῖον ἀνακάμψεως· διότι δυνατόν νὰ ὑπάρχῃ τόξον καμπύλης ὡς ἐν τῇ κορυφῇ τῆς παραβολῆς. Ἐξετάσωμεν τί γίνεται περὶ τὴν ἀρχὴν ὁ διαφορικός συντελεστής τῆς δευτέρας τάξεως. Ἡ τεθείσα ἐξίσωσις διαφορίζομένη δίδει

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = 1 \pm \frac{2}{3} x^2, \quad \frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \pm \frac{4}{3} x \sqrt{x}.$$

Τῇ ἀντισταγωγῇ $x = 0 \cdot 1 \cdot 0$ λαμβάνομεν,

$$\frac{\delta^2\psi}{\delta x^2} = \pm \frac{4}{3} \times \frac{2}{3} 0^2 \sqrt{0}.$$

Ἄρα, ἡ καμπύλη ἔχει ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων ἐν σημεῖον ἀνακάμψεως τοῦ πρώτου εἴδους,

253. Ἔπονται διάφορα παραδείγματα.

1) $(\psi - \epsilon)^2 - (x - a)^3 = 0.$

Ἀνάκαμψις τοῦ πρώτου εἴδους κατὰ τὸ σημεῖον $(a, \epsilon).$

2) $(\psi - \epsilon - x)^2 - (x - a)^3 = 0.$ } Ἀνακάμψις

3) $2\psi - 1 - x - 2(1 - x)^3 = 0.$ } τοῦ πρώτου εἴδους.

4) $\psi = ax^2 \pm \epsilon x^2 \sqrt{x}.$

Ἀνάκαμψις τοῦ δευτέρου εἴδους ἐν τῇ ἀρχῇ.

5) $a(\psi - x)^2 - (x - \epsilon)^3 = 0.$

Ἀνάκαμψις τοῦ πρώτου εἴδους κατὰ τὸ σημεῖον $(\epsilon, \epsilon).$

6) $(\psi - x^2)^2 - x^5 = 0.$

(Σχ. 64) Ἀνάκαμψις ἐν τῇ ἀρχῇ τοῦ δευτέρου εἴδους.

7) $\psi^3 - ax^2 = 0.$

Ἀνάκαμψις κατακόρυφος ἐν τῇ ἀρχῇ, ὅπου δύο κλιωτῶν κοίλων πρὸς τὸν ἄξονα τῶν x .

Σημεῖα πολλαπλά.

254. Σημεῖον διπλοῦν, τριπλοῦν, . . . , πολλαπλοῦν, ὀνομάζεται ἐκεῖνο ἐν ᾧ συμπίπτουσι δύο, τρεῖς, . . . , πλείονες κλῶνες τῆς αὐτῆς καμπύλης. Ὁ διακριτικός χαρακτήρ ἐνός σημείου τοιούτου εἶναι ὅτι, κατὰ τὸ σημεῖον τοῦτο δυνατόν ἀγαγεῖν πλεόν ἢ μίαν ἐφαπτομένην τῆς θεωρουμένης καμπύλης. Ἀλλὰ συμβαίνει αἱ ἐφαπτόμεναι αὗται νὰ ταυτίζονται μιᾷ μόνη.

255. Ἐστω Λ ἐν σημεῖον διπλοῦν, καθ' ὃ ἐξ ὑποθέσεως διασταυροῦνται δύο κλῶνες καμπύλης ἔχοντες ἕκαστος ἰδίαν ἐφαπτομένην. Ἐστω $\Sigma(x, \psi) = 0$, ἡ τὴν καμπύλην ἐμφαινουσα ἐξίσωσις, ἣν υποθέτομεν ἐλευθέραν ῥιζικῶν. Φανερόν ὅτι καὶ ἡ διαφορικὴ αὐτῆς ἐξίσωσις

$$\frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta x} \delta x + \frac{\delta \Sigma(x, \psi)}{\delta \psi} \delta \psi = 0,$$

ἔσεται ἀνευ ῥιζικῶν· ἐπομένως οἱ μερικοὶ δύο διαφορικοὶ συντελεσταὶ ἔσονται ποσότητες λογικαί. Ἐκ τῆς ἐξισώσεως ταύτης λαμβάνομεν

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = - \frac{\frac{\delta \Sigma}{\delta x}}{\frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}}.$$

Ἡ τιμὴ αὕτη τοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ τῆς πρώτης τάξεως εἶναι ἐπίδεκτικὴ δύο τιμῶν· διότι δύο ἐφαπτόμεναι ὑπάρχουσιν. Ἐπομένως ὁ ἐμφαινὼν τὴν τιμὴν ταύτην λόγος πρέπει νὰ ὀρισθῇ, ὅπως ἡ συνθήκη αὕτη ἐκπληροῦται. Ἀλλὰ τὸ τοιοῦτον ἀδύνατον, μὴ ὑπάρχοντος ἐν αὐτῇ ῥιζικοῦ. Ἐν τῇ περιπτώσει ταύτῃ, κατὰ τὰς ἀλγεβρικὰς ἀρχὰς, ἔχομεν

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = 0, \quad \text{ἤτοι} \quad \frac{\delta \Sigma}{\delta x} = 0, \quad \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} = 0.$$

ΣΗΜ. Όταν, αντί δύο κλωνών, συντρέχουν πλείονες τῷ αὐτῷ σημείῳ, ἀρκεῖ θεωρεῖσθαι δύο μόνον ἐξ αὐτῶν ὅπως ἀποδειχθῆ ὅτι κατὰ τὰ σημείων

$$\frac{\partial \psi}{\partial \psi} = 0.$$

256. Ἐκ τῶν προεκτεθέντων συνάγουμεν ὅτι, ὅπως ἐξιχνεύσωμεν ἐάν ἐν καμπύλῃ τινὶ ὑπάρχωσι σημεῖα πολλαπλά, ἐξισοῦμεν τῷ μηδενὶ τοὺς διαφορικοὺς συντελεστὰς τῆς ἐξισώσεως αὐτῆς λαμβανομένου ἐκ διαδοχῆς πρὸς x καὶ πρὸς ψ . ἔχομεν οὕτω τὰς τρεῖς ἐξισώσεις:

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta x} = 0, \quad \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi} = 0, \quad \Sigma(x, \psi) = 0.$$

Μόναι αἱ πραγματικαὶ λύσεις, ἐκ τῶν δύο πρώτων διδόμεναι τῇ ἀπαλοιφῇ, αἱ ταυτοποιοῦσαι καὶ τὴν τρίτην, δύνανται ἀνήκειν εἰς σημεῖα πολλαπλά. (λέγομεν, δύνανται ἀνήκειν διότι δυνατὸν αἱ ἐξισώσεις αὐταὶ νὰ ἔχωσι κοινὰς λύσεις ἄνευ τῆς ὑπάρξεως σημείων πολλαπλῶν, ὡς μετ' οὐ πολὺ θέλομεν ἰδεῖ). Εἴτα μορφοῦμεν τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν τῆς δευτέρας τάξεως [91], ἐν ἣ καλοῦμεν ἕκαστον τῶν συστημάτων τῶν εὐρεθεισῶν λύσεων. Ὁ δεύτερος διαφορικὸς συντελεστὴς ἀφανισθῆσεται καθὼς πολυπλασιαζόμενος ἐπὶ $\frac{\delta \psi}{\delta \psi}$.

Ἔχομεν οὕτως ἐξίσωσιν δευτεροβάθμιον ἐν ἣ ἄγνωστος ὁ $\frac{\delta \psi}{\delta x}$. Αἱ ῥιζαὶ αὐτῆς, ἐάν μὲν ᾧσι πραγματικαί, ὁρίζουσι τὰς δύο ἐφαπτομένας, ἐπομένως τὴν διεύθυνσιν τῶν δύο κλωνῶν τῆς καμπύλης κατὰ τὸ σημεῖον περὶ οὗ πρόκειται, ἐάν δὲ φανταστικαί, φανερόν ὅτι ὑπάρχει σημεῖον μεμονωμένον ἄνευ ἐφαπτομένης, μὴ συνεχόμενον τῇ καμπύλῃ. Περὶ τῶν τοιούτων σημείων ἐφεξῆς ἠμιλήσομεν.

Ἐάν ἅπαντες οἱ ὅροι τῆς ῥηθείσης δευτεροταγοῦς διαφορικῆς ἐξισώσεως μηδενισθῶσι, προστρέγομεν εἰς τὴν διαφορικὴν τῆς τρίτης τάξεως, ἐν ἣ οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ $\frac{\delta^3 \psi}{\delta x^3}$, $\frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}$, ἀφανισθῶσονται, μενεῖ δὲ ὁ $\frac{\delta \psi}{\delta x}$ ὑψωμένους εἰς

$$\frac{\delta^3 \psi}{\delta x^3}, \quad \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2}, \quad \text{ἀφανισθῶσονται, μενεῖ δὲ ὁ } \frac{\delta \psi}{\delta x} \text{ ὑψωμένους εἰς}$$

τὸν τρίτον βαθμὸν. Ἐάν λάβωμεν δι' αὐτὸν τρεῖς τιμὰς πραγματικὰς, δῆλον ὅτι τὸ περὶ οὗ πρόκειται σημεῖον εἶναι τριπλοῦν· τούναντίον δὲ, δὲν ὑπάρχει σημεῖον πολλαπλοῦν.

Ἐν γένει, τῆς συνδρομῆς v κλωνῶν τῆς καμπύλης ἐν ἐνὶ σημείῳ πολλαπλῷ συνέπειά ἐστὶν ἡ τῷ μηδενὶ ἰσότης ἀπασῶν τῶν παραγομένων

$$\frac{\delta \Sigma}{\delta x}, \quad \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}, \quad \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x^2}, \quad \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta x \delta \psi}, \quad \frac{\delta^2 \Sigma}{\delta \psi^2}, \dots,$$

$$\frac{\delta^{v-1} \Sigma}{\delta x^{v-1}}, \quad \frac{\delta^{v-1} \Sigma}{\delta x \delta \psi^{v-2}}, \dots, \quad \frac{\delta^{v-1} \Sigma}{\delta \psi^{v-1}}.$$

Εἴτα μορφοῦμεν τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν τῆς v τάξεως ἐξ ἧς πορίζομεθα τὰς v τιμὰς τοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ $\frac{\delta \psi}{\delta x}$.

257. Ἐστω ἡ ἐξίσωσις (Σχ. 56),

$$x^4 - 2a\psi^3 - 3a^2\psi^2 - 2a^2x^2 - a^4 = 0.$$

Ἔχομεν

$$- 6a(\psi + a)\psi \frac{\delta \psi}{\delta x} + 4x(x^2 - a^2) = 0,$$

$$- 6a(2\psi + a) \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2 + 12x^2 - 4a^2 = 0.$$

Τὸ σχῆμα τῆς καμπύλης ἢν ἡ τεθείσα ἐξίσωσις ἐμφαίνει εἶναι συμμετρικὸν πρὸς τὸν ἄξονα τῶν ψ διότι μόναι δυνάμεις ἄρτιαί τῆς x περιέχονται ἐν αὐτῇ. Καλοῦμεν τὰς ἐξισώσεις

$$- 6a(\psi + a)\psi = 0, \quad 4x(x^2 - a^2) = 0,$$

τῷ συνδυασμῷ τῶν ὑποίων μετὰ τῆς προτεθείσης συνάγουμεν ὅτι δυνατὸν νὰ ὑπάρχωσι τρία σημεῖα πολλαπλά, ἴτοι:

$$\text{κατὰ τὰ } \Lambda, \Lambda', \quad \text{δι' } \delta \quad \psi = 0 \quad \text{καὶ} \quad x = \pm a,$$

$$\text{κατὰ τὸ } \text{E}, \quad \text{δι' } \theta \quad x = 0 \quad \text{καὶ} \quad \psi = -a.$$

Τὰ σημεῖα ταῦτα εἰσι διπλᾶ· Λι ἐφαπτόμεναι τῆς καμπύλης σχηματίζουσι μετὰ τοῦ ἄξονος τῶν x γωνίας ὧν αἱ τριγωνομετρικαὶ ἐφαπτόμεναι εἰσίν·

$$\text{εἰς μὲν τὰ σημεῖα } \Lambda \text{ καὶ } \Lambda', \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \pm \sqrt{2},$$

$$\text{εἰς δὲ τὸ σημεῖον } E, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \pm \sqrt{2}.$$

Ἴνα εὑρωμεν τὰ σημεῖα καθ' ἃ ἡ τῆς καμπύλης ἐφαπτομένη εἶναι παράλληλος τῷ ἄξονι τῶν x , καθιστῶμεν $\frac{\delta\psi}{\delta x} = 0$, ἥτοι $x(x^2 - a^2) = 0$, καὶ συνάγομεν.

1ον. Θέτοντες ἐν τῇ προτεθείσῃ ἐξισώσει $x = 0$,

$$(\psi - \frac{1}{2}a)(\psi + a)^2 = 0.$$

ὅθεν, $x = 0$ καὶ $\psi = -a$ ὀρίζουσι τὸ σημεῖον E , δι' ὃ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ καθίσταται $\frac{0}{0}$ καὶ οὐχὶ μηδέν· $x = 0$ καὶ $\psi = \frac{1}{2}a$ ὀρίζουσι τὸ μέγιστον κατὰ τὸ Z .

2ον. $x = \pm a$ δίδει, πλὴν τῶν σημείων Λ καὶ Λ' , τὰ ἐλάχιστα Θ' καὶ Θ , ἐν οἷς $\psi = -\frac{1}{2}a$.

Ἴνα εὑρωμεν τὰ σημεῖα καθ' ἃ ἡ ἐφαπτομένη τῆς καμπύλης εἶναι παράλληλος τῷ ἄξονι τῶν ψ , καθιστῶμεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \infty, \quad \text{ἥτοι} \quad \psi(\psi + a) = 0.$$

Τῇ $\psi = -a$ συστοιχεῖ $x = \pm a\sqrt{2}$. Λαμβάνομεν οὕτω τὰ σημεῖα Π , Π' .

258. Ἐφαρμόζοντες τὴν θεωρίαν ἐπὶ τὴν ἐξίσωσιν (Σχ. 57)

$$x^4 + 2ax^2\psi - a\psi^3 = 0,$$

εὑρίσκομεν ὅτι ἡ ἀρχὴ τῶν συντεταγμένων εἶναι σημεῖον τριπλοῦν τῆς καμπύλης, δι' ὃ ἔχομεν τὰς τιμὰς, ἐκ τῆς τρίτης διαφορικῆς ἐξισώσεως διδομένας,

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = 0, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \pm \sqrt{2}.$$

Τὰ ἐν τοῖς σημείοις Θ καὶ Θ' ἐλάχιστα ὀρίζονται ὑπὸ τῶν τιμῶν

$$x = \pm a, \quad \psi = -a.$$

Τέλος, διὰ τὰ ὅρια τῆς καμπύλης Z καὶ Z' ἔχομεν, καθιστῶντες $\frac{\delta\psi}{\delta x} = \infty$,

$$x = \pm \frac{2}{3}a\sqrt{6}, \quad \psi = -\frac{2}{3}a.$$

259. Ἢ ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως (Σχ. 58),

$$\psi^4 - ax\psi^3 + x^4 = 0,$$

ἐμφαινομένη καμπύλη ἔχει σημεῖον τριπλοῦν ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων, ὧν οἱ ἄξονες ἐφάπτονται τῆς καμπύλης.

260. Ἢ καμπύλη ἐμφαινομένη ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$\psi^4 + x^4 - 3a\psi^3 + 26x^2\psi = 0,$$

καὶ ἥς τὴν μορφήν ἐμφαίνει τὸ Σχ. 59, ἔχει ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων σημεῖον τριπλοῦν.

261. Ἐπὶ τῶν ἐξῆς ὑποδειγμάτων ἐργασθήτωσαν αἱ πρωτόπειροι.

$$1) \quad \psi^4 - 96a^2\psi^2 + 100a^2x^2 - x^4 = 0. \quad (\text{Σχ. 60}).$$

Καμπύλη ὀρομαζομένη *courbe du diable* σὴνκεῖται ἐκ τριῶν κλωνῶν διακεκριμένων. Ἢ ἀρχὴ τῶν συντεταγμένων εἶναι συγχρότως σημεῖον καμπῆς καὶ πολλαπλοῦν.

$$2) \quad a\psi^3 - x^3\psi - 6x^3 = 0.$$

Οὐδὲν σημεῖον πολλαπλοῦν ὑπάρχει.

3) $a^2\psi^2 - a^2x^2 + x^4 = 0.$ (Σχ. 61).

Ο τόπος τής εξίσωσης ταύτης είναι η καμπύλη Λημισκος καλουμένη. Υπάρχουσι δύο κέντρα συμπίπτουσαι ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων κέντρων οὔσης τῆς καμπύλης. Αἱ κατὰ τὸ σημεῖον τοῦτο ἐφαπτόμεναι διχοτομοῦσι τὰς τῶν συντεταγμένων ἀξόνων γωνίας. Κατὰ τὸ αὐτὸ σημεῖον εἶναι προσέτι καμπή.

4) $\psi^3 - 3ax\psi + x^3 = 0.$

Φύλλον τοῦ Καρτεσιου (Σχ. 37).

Τὴν ἐξίσωσιν ταύτην εὐκολώτερον κατασκευάζομεν διὰ τῶν τομῶν τῆς καμπύλης ὑπὸ τῶν εὐθειῶν $\psi = \mu x$ τῆς ἀρχῆς διερχομένων. Κατὰ συνέπειαν λαμβάνομεν

$$x = \frac{3am}{\mu^3 - 1}, \quad \psi = \frac{3am^3}{\mu^3 - 1}.$$

5) Ἐν κύκλῳ γραφέντι διαμέτρῳ ΓΓ=2α, εὐθεῖα ΓΖ στρέφεται περὶ τὸ σημεῖον Γ, ἐνῶ ἡ ΗΝ, πρὸς ὀρθὰς τῇ ΑΓ, κινεῖται παραλλήλως ἑαυτῇ. Ζητεῖται ἡ συγκροτούμενη καμπύλη ΓΜΑ ὑπὸ τῶν σημείων Μ τῆς κοινῆς τομῆς τῶν δύο κινουμένων εὐθειῶν τούτων, τοῦ σημείου Ν ὅστις ἀεὶ ποτε μέσου τοῦ ὑπὸ τῆς ΓΖ ὑποκειομένου τόξου ΓΝΖ.

Ἡ τὸν ζητούμενον γεωμετρικὸν τόπον ἐμφανίονσα ἐξίσωσις εἶναι

$$\psi = \pm x \sqrt{\frac{a-x}{a+x}}.$$

Ζητηθήτωσαν τὰ διάφορα σημεία εἰδικά (Σχ. 62).

Σημεῖα μεμονωμένα.

262. Σημεῖον μεμονωμένον, ἢ συζυγές, εἶναι ἐκεῖνο ὅστινος αἱ συντεταγμέναι ταυτοποιοῦσι μὲν τὴν ἐξίσωσιν καμπύλης, οὐδεὶς δὲ κλάδος ταύτης διέρχεται αὐτοῦ.

Ἐστῶσαν x', ψ' , αἱ συντεταγμέναι σημείου μεμονωμένου, ἐπιμοποιῶσαι τὴν ἐξίσωσιν καμπύλης δοθείσης

$$\psi = \Sigma(x).$$

Αἱ τιμαὶ τῆς ψ ἀντιστοιχοῦσαι ταῖς $x = x' \pm 0$, 0 οὔσης ποσότητος σμικροτάτης, πρέπει νὰ ᾖσι φανταστικά· διότι οὐδὲν σημεῖον τῆς καμπύλης ὑπάρχει πλησίον τοῦ μεμονωμένου. Ὁ τύπος τοῦ Ταύλορ δίδει ἐν γένει

$$\Sigma(x \pm 0) = \Sigma(x) \pm \Sigma'(x)0 + \Sigma''(x) \frac{\theta^2}{2} \pm \Sigma'''(x) \frac{\theta^3}{2 \cdot 3} + \dots$$

Ἐὰν ἐν τῷ ἐκτυλίγματι τούτῳ θέσωμεν ἀντὶ x καὶ ψ , τὰς τιμὰς x' καὶ ψ' , ἡ ποσότης $\Sigma(x' \pm 0)$ ἔσεται φανταστικὴ, καθ' ὑπόθεσιν. Ἄρα, πρέπει εἰς τῶν ὄρων τοῦ δευτέρου μέλους νὰ ᾖναι φανταστικός. Ἐν ἄλλοις λόγοις, ἡ ὑπόθεσις $x = x' \pm 0$ πρέπει νὰ καθιστᾷ φανταστικὸν ἓνα τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν. Τῆς περιπτώσεως ταύτης ὑπαρχούσης, ἡ καμπύλη δυνατὸν νὰ ἔχη ἐν σημείον μεμονωμένον.

263. Ἐστω, π.χ., ἡ ἐξίσωσις (Σχ. 63)

$$\psi = \pm (\epsilon + x)\sqrt{x},$$

ἐξ ἧς συνάγομεν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \pm \left(\frac{1}{2}\sqrt{x} + \frac{\epsilon}{2\sqrt{x}} \right).$$

Ἐπειδὴ ἡ ἐκθεσις αὕτη καθίσταται φανταστικὴ ἄταν $x = -\epsilon$ καὶ $\psi = 0$, αἱ τιμαὶ δὲ αὗται ἐπιμοποιῶσαι τὴν τεθείσαν ἐξίσωσιν δίδουσαι τὸ σημεῖον Β, εἰκαστέον ὅτι τὸ σημεῖον τοῦτο δυνατὸν εἶναι συζευγμένον τῇ καμπύλῃ. Ἴνα βεβαιωθῶμεν περὶ τούτου, αὐξάνομεν ἢ ἐλαττοῦμεν τὴν τετραμην $-\epsilon$ κατ' ἐλάχιστην ποσότητα, καὶ βλέπομεν ὅτι ψ καθίσταται φανταστικὴ. Ἄρα, τὸ σημεῖον Β εἶναι μεμονωμένον.

264. Ἡ ὑπαρξίς τῶν μεμονωμένων σημείων δηλοῦται, ὡς ἡ τῶν πολλαπλῶν, καὶ ὅταν ὁ διαφορικὸς συντελεστής τῆς πρώτης τάξεως ἀγεται ὑπὸ τὴν μορφήν $\frac{0}{0}$.

Τῷ ὄντι, ἐπειδὴ ἡ ἀύξησις k τῆς τεταγμένης ψ , ἀντιστοιχοῦσα τῇ θ , εἶναι φανταστική, τοιοῦτος ἔσεται καὶ ὁ λόγος $\frac{k}{\theta}$. Ἐπομένως καὶ τὸ ὄριον τοῦ λόγου τούτου, ὅπερ εἶναι ὁ διαφορικός συντελεστής τῆς πρώτης τάξεως τῆς τεταγμένης θεωρουμένης ὡς συνεχόμενης τῆς τετραγμένης. Ἄρα, ἡ ἐφαπτομένη τῆς καμπύλης κατὰ τὸ μεμονωμένον σημεῖον ὀρίζεται ὑπὸ τιμῆς φανταστικῆς. Ἐπομένως, αἱ συντεταγμέναι x', ψ , πρέπει νὰ μηδενίζωσι τὰ μερικά διαφορικά $\frac{\delta \Sigma}{\delta x}, \frac{\delta \Sigma}{\delta \psi}$, τῆς προτεθείσης ἐξισώσεως $\Sigma(x, \psi) = 0$, νὰ καθιστῶσι δὲ φανταστικὰς τὰς ρίζας τῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως τῆς δευτέρας τάξεως, εἰς ἣν προστρέχομεν ἵνα εὑρωμεν τὴν τιμὴν τοῦ $\frac{\delta \psi}{\delta x}$, ὅταν αἱ συντεταγμέναι τοῦ σημείου τῆς ἐπαφῆς μηδενίζωσι συγχρόνως τὰς δύο μερικάς παραγομένας πρὸς x καὶ πρὸς ψ .

265. Παραδείγματα.

- 1) $(\psi - 1)^2 - (x - 2)^2(x - 3) = 0$.
Σημεῖον μεμονωμένον $(x = 2, \psi = 1)$.
- 2) $a\psi^2 - x^2 - 6x^2 = 0$.
Ἡ ἀρχὴ σημείου μεμονωμένον.
- 3) $\psi = (x - 2)\sqrt{x - 3} + 1$.
Σημεῖον μεμονωμένον $(x = 2, \psi = 1)$.
- 4) $\psi = \pm(x - a)\sqrt{x - b}$.
Σημεῖον μεμονωμένον $(x = a, \psi = 0)$, εἰὰν $a < b$.
ἢ σημείον διπλοῦν τῇ αὐτῇ συστοιχοῦν τετραγμένην εἰὰν $a > b$.
- 5) $\psi = x\sqrt{x - b}$. Ἡ ἀρχὴ σημείου συζυγῆ.

Σημεῖα γωνιώδη ἢ ἐξέχοντα.

266. Ὀνομάζονται οὕτω τὰ σημεῖα καθ' ἃ ἀπολήγουσι δύο κλῶνες καμπύλης, μὴ ἔχοντες κατὰ τὰ αὐτὰ σημεῖα ἐφαπτομένην κοινὴν, ἀλλ' ἐφαπτομένας διαφόρους. Ἐπομένως, εὐκόλως ἐννοοῦμεν κατὰ τί διακρίνεται σημεῖον γωνιώδες ἀπὸ σημείου ἀνακάμψεως [249]. Δῆλον ἄρα, ὅτι οἱ διαφορικοὶ συντελεσταὶ τῆς πρώτης τάξεως, ἐν τοῖς περὶ οἷς ὁ λόγος σημείους, πρέπει νὰ δίδωνται ὑπὸ ἐξισώσεως δευτεροβαθμίου ἢς αἱ ρίζαι νὰ ὄσιν ἄνισαι. Τοιοῦτον εἶναι τὸ σημεῖον $(x = 0, \psi = 0)$ ἐν τῇ καμπύλῃ δηλουμένη ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως [84].

$$\psi = \frac{x}{1 + e^{\frac{1}{x}}}$$

Ἡ καμπύλη (Σχ. 24) σύγκειται ἐκ δύο κλωνῶν ληγόντων ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων καὶ ἐκτεινομένων ἐπ' ἀπειρον ἑκατέρωθεν τοῦ ἄξονος τῶν ψ , τοῦ μὲν ἄνω τοῦ τῶν x τοῦ δὲ κάτω αὐτοῦ. Ἴνα ἀξῶμεν ἐν τῇ ἀρχῇ ἐφαπτομένην ἑκάστου τῶν κλωνῶν τούτων, ζητητέον τὰ ὄρια πρὸς ἃ τείνουσιν αἱ ποσότητες

$$\frac{\psi}{x} = \frac{1}{1 + e^{\frac{1}{x}}}, \quad \frac{\psi}{x} = \frac{1}{1 + \frac{1}{e^x}}$$

ὅταν x τείνη πρὸς τὸ μηδέν. Εὑρίσκομεν ὅτι τὰ ὄρια ταῦτα εἰσὶ 0 καὶ 1. Ἄρα, ὁ θετικὸς κλάδος ἐράπτεται τοῦ ἄξονος τῶν x τοῦ δὲ ἀρνητικοῦ ἐφαπτομένη ἐστὶν ἡ διχοτομοῦσα εὐθεῖα τὴν γωνίαν τῶν ἀρνητικῶν συντεταγμένων.

Σημεῖα ἀπότομα. (Points d'arrêt).

267. Ὀνομάζουσιν οὕτω σημεῖον ἐν ᾧ εἰς μόνος κλῶν καμπύλης λήγει ἀποτόμως. Ἐὰν x', ψ , δηλώσι τὰς συντε-

ταγμένας ἐνός σημείου ἀποτόμου τῆς καμπύλης $\Sigma(x, \psi) = 0$, ἡ δὲ ποσότητα ὅσον βουλόμεθα μικρὰν, πρέπει, θέτοντες ἐκ διαδοχῆς ἀντὶ $x, x' = 0$ καὶ $x' = 1$ ἐν τῇ $\Sigma(x, \psi) = 0$, μίαν τῶν πραγματικῶν τιμῶν τῆς ψ ν' ἀποκαθίσταται φανταστικὴ ἢ ἀντιστρόφως, μίαν τιμὴν φανταστικὴν τῆς ψ ν' ἀποκαθίσταται πραγματικὴ. Ἐπιπλέον ἐπίσης ἔσται ἡ ψ νὰ ἔχη μίαν μόνον τιμὴν πραγματικὴν μικρὸν διαφέρουσαν τῆς ψ' καὶ συστοιχοῦσαν $x' = 0$, ἢ $x' = 1$. διότι εἰς μόνον κλῶν καμπύλης πρέπει νὰ λήγῃ κατὰ τὸ περὶ οὗ πρόκειται σημεῖον.

268. Ἐστω
$$\psi = e^{\frac{1}{x}}.$$

Δώσωμεν κατὰ πρῶτον τῇ x τιμὰς θετικὰς ἀξαναούσας ἀπὸ 0 μέχρι $-1 \cdot \infty$. $x = 0$ δίδει $\psi = -1 \cdot \infty$. Ἀξαναομένης τῆς x , ψ μειοῦται. Ὄταν δὲ $x = -1 \cdot \infty$, ἔχομεν

$$\psi = -1 \cdot 1.$$

Ὁμοίαν διασκόπῃσιν ἐφαρμόζομεν, ὅπως ἴδωμεν τὴν πρὸς τὰς ἀρνητικὰς x πορείαν τῆς καμπύλης. Τότε $x = 0$ δίδει $\psi = 0$, καὶ $x = \infty$ δίδει $\psi = -1 \cdot 1$.

Ἐκ τοῦ συνόλου τῶν τιμῶν τούτων προκύπτει ὅτι, ἡ καμπύλη συγκροτεῖται ἐκ δύο κλῶν κειμένων ἐκατέρωθεν τοῦ ἄξονος τῶν ψ . Τοῦ θετικοῦ μέρους ὑπάρχουσιν ἀσύμπτωτοι ὁ ἄξων τῶν ψ καὶ μίαν παράλληλον τοῦ ἄξονος τῶν x ἐν τῇ ἀποστάσει $-1 \cdot 1$. Ὁ τῶν ἀρνητικῶν τετραμημένων κλῶν ἔχει τὴν αὐτὴν εὐθεῖαν ἀσύμπτωτον, καὶ λήγει ἀποτόμως ἐν τῇ ἀρχῇ προερχόμενος ἐκ τοῦ ἀρνητικοῦ ἀπέδρου. Ὁ τελευταῖος οὗτος κλῶν ἐφάπτεται τοῦ ἄξονος τῶν x κατὰ τὴν ἀρχὴν τῶν συντεταγμένων· διότι τοῦ κλῶνος τούτου διδομένου ὑπὸ τῆς ἐξίσωσως

$$\psi = \frac{1}{e^x},$$

ἡ ἐφαπτομένη κατὰ τὸ σημεῖον τοῦτο, εἶναι τὸ ὄριον τοῦ λόγου

$$\frac{\psi}{x} = \frac{1}{xe^x},$$

Ἄλλ' ἐκ τοῦ ἐν § 126 γενικοῦ τύπου συνάγομεν

$$\frac{1}{xe^x} = x^{-1} + 1 + \frac{1}{2x} + \frac{1}{6x^2} + \dots$$

Καθιστῶντες δὲ $x = 0$, εὐρίσκομεν $xe^x = \infty$. Ἄρα,

$$\text{ὄριον } \frac{\psi}{x} = \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{1}{\infty} = 0.$$

269. Ἡ καμπύλη δηλουμένη ὑπὸ τῆς ἐξίσωσως [84] (Σχ. 23).

$$\psi = \frac{1}{\log x},$$

ἔχει σημεῖον ἀπότομον, ἀνήκον τῷ ἐνὶ κλάδῳ αὐτῆς, ἐν τῇ ἀρχῇ.

Δὲν δυνάμεθα δοῦναι τῇ x τιμὰς ἀρνητικὰς· διότι τότε $\log x$ ἔσται φανταστικός. Λίδοντες αὐτῇ τιμὰς θετικὰς μικροτάτας, ἡ τεταγμένη ἔσται μικροτάτη καὶ ἀρνητικὴ, ἀξαναούσα, ἐν ἀπολύτῳ τιμῇ, σὺν τῇ x μέχρι $x = 1$, καὶ καθισταμένη ἴση $-\infty$ διὰ $x = 1$. Οὕτω λαμβάνομεν ἓνα κλῶνα καμπύλης ἀναχωροῦντα ἀπὸ τῆς ἀρχῆς, καὶ ἔχοντα ἀσύμπτωτον πρὸς τὸ μέρος τῶν ἀρνητικῶν ψ τὴν εὐθεῖαν $x = 1$. Ἀξαναούσης x ἀπὸ 1 μέχρι ∞ , ψ καθίσταται θετικὴ. Ἡ τεταγμένη δὲ αὕτη, κατ' ἀρχὰς μεγίστη, μειοῦται ἀπεριορίστως μέχρι 0, ὅπερ δίδει τὸν κλῶνα ΛΘ.

270. Κατὰ τὸν αὐτὸν τρόπον διασκοπῶντες τὴν ἐξίσωσιν

$$\psi = x \log x,$$

εὐρίσκομεν ὅτι ἡ ὑπ' αὐτῆς ἐμφαινόμενη λογαριθμικὴ ἔχει

ἐπίσης ἐν σημείον ἀπότομον ἐν τῇ ἀρχῇ, τέμνει δὲ τὸν ἄξονα τῶν x κατὰ $x = 1$.

271. Τὰ γωνιώδη σημεία καὶ τὰ ἀπότομα εἰσὶν ἰδιάζοντα σημεία τῶν ὑπερβατικῶν καμπυλῶν.

Ὅταν ἡ ἐξίσωσις καμπύλης τινος δίδηται ὑπὸ μορφῆν ἀνεπτυγμένην, ἡ ἔρευνα τῶν εἰδικῶν σημείων εἶναι εὐκολωτάτη.

Περὶ τὸν νομιζόμεν ἐκτεῖναι περαιτέρω τὰς ἐπὶ τοῦ ἀντικειμένου τούτου ἐρεύνας. Προσθέτομεν δὲ μόνον ὅτι, ἡ ἔρευνα τῶν εἰδικῶν σημείων ἀπαιτεῖ ἀκριβῆ ἐξέτασιν τοῦ σχήματος τῆς καμπύλης πέραξ τοῦ σημείου δι' ὃ ἡ ἀναλυτικὴ ἐκθεσις

τοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ παρουσιάζει τινὰ τῶν ἰδιαζόντων χαρακτήρων

περὶ ὧν ἐπραγματεύθημεν ἐν τῷ δε τῷ ἄρθρῳ· διότι συμβαίνει ὁ

μὲν λόγος $\frac{\Delta\psi}{\Delta x}$ γὰρ ἦναι μονίμως φανταστικὸς πλησίον τοῦ

σημείου τούτου, ὁ δὲ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ πραγματικὸς ἐν τῷ αὐτῷ σημείῳ,


ΜΑΘΗΜΑΤΑ

ΔΙΑΦΟΡΙΚΟΥ ΚΑΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΤΙΚΟΥ ΛΟΓΙΣΜΟΥ.

ΜΕΡΟΣ ΔΕΥΤΕΡΟΝ.

ΟΛΟΚΛΗΡΩΤΙΚΟΣ ΛΟΓΙΣΜΟΣ.

Α'. ΠΕΡΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΕΩΣ ΤΩΝ ΑΠΛΟΤΕΤΑΤΩΝ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΜΙΑΣ ΜΕΤΑΒΛΗΤΗΣ.

272.  ΛΕΣΑ πρωτοταγῆς διαφορικὴ συνέκθεσις μιᾶς μεταβλητῆς, δηλοῦται ἐν γένει οὕτω:

$$X\delta x,$$

X δηλοῦντος συνέκθεσιν τῆς x τὴν τυχοῦσαν. Ἡ διαφορικὴ αὕτη συνέκθεσις εἶναι αείποτε (*), ἢ τουλάχιστον ἀπεκδεχόμεθα αὐτὴν ὡς οὔσαν τὸ ἐξαγόμενον τῆς ἐργασίας τῆς

(*) Τῷ ὄντι, ἔστω ἡ καμπύλη BMN (Σχ. 68) ἥτις, ἐν ἄξοσιν ὀρθογωνίαις, δηλοῦται ὑπὸ τῆς ἐξίσωσεως $\psi = X$. Τὸ ἐμβαδὸν τῆς καμπύλης ταύτης ἀπολαμβάνομενον ὑπὸ τεταγμένης εἰσαδήποτε μονίμου MI καὶ ἑτέρας τεταγμένης NK ἀντιστοιχοῦσας ἐπὶ τὴν μεταβλητὴν τετρακλήνην x , εἶναι συνέκθεσις ὀρισμένη τῆς x [160]. Ἄλλὰ τὸ διαφορικὸν τοῦ ἐμβαδοῦ τούτου εἶναι $\psi\delta x$ ἢ $X\delta x$. Ἄρα, τὸ ἐμβαδὸν τοῦτο εἶναι συνέκθεσις τις ἔχουσα $X\delta x$ διὰ διαφορικόν, ἢ X ὡς παραγμένην. Ἄρα, ὑπάρχει αείποτε μία συνέκθεσις ἔχουσα ὡς διαφορικὸν τὴν πρωτοθεῖσαν $X\delta x$.

διαφορίσεως εφαρμοσθείσης ἐπὶ συνεκθέσεώς τινος ψ τῆς μεταβλητῆς x ὥστε ἔχομεν

$$\delta\psi = X\delta x, \quad \text{καὶ} \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = X.$$

Ἡ ἐργασία, ὀλοκληρώσις καλουμένη, μέθοδός ἐστὶ καθ' ἣν, διαφορικοῦ $X\delta x$ δοθέντος, εὑρίσκεται ἡ ἀγνωστος συνέκθεσις τῆς x , ἧς διαφορικὸν ἐστὶ τὸ δοθὲν τοῦτο. Ἐν ἄλλοις λόγοις, ὁ ΟΛΟΚΛΗΡΩΤΙΚΟΣ ΛΟΓΙΣΜΟΣ ἐργασία ἐστὶν ἀντίστροφος τῷ Διαφορικῷ.

Ἡ συνέκθεσις ψ τῆς μεταβλητῆς x , ἧς διαφορικὸν εἶναι τὸ προτεθὲν $X\delta x$, ὀνομάζεται τὸ ὀλοκληρωτικὸν τοῦ διαφορικοῦ τούτου. Τὸ ὀλοκληρωτικὸν τῆς διαφορικῆς συνεκθέσεως $X\delta x$ δηλοῦται τῷ σημείῳ \int προτασσομένῳ τῆς ὀλοκληρωτέας ποσότητος $X\delta x$. Οὕτως ἡ προηγουμένη ἐξίσωσις

$$\delta\psi = X\delta x,$$

ἐναντίως ἔχει τῆς

$$\psi = \int X\delta x.$$

καὶ ἀμοιβαίως. Παρατηρητέον ὅτι, τῇ εὐραθείᾳ συνεκθεῖν τῆς x , ἧτις διαφορίζομενη δίδει τὸ ἐξαγόμενον $X\delta x$, δυνάμεθα προστιθέναι οἰανδήποτε ἀτρεπτον ποσότητα, χωρὶς αὕτη νὰ παύσῃ τοῦ νὰ δίδῃ διαφορίζομενη τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον $X\delta x$. Ἄρα, ἐὰν ἡ ζητούμενη συνέκθεσις ᾖ γινωσκὴ διὰ μόνης τῆς συνθήκης τοῦ ἔχειν διαφορικὸν $X\delta x$, ὅπως μορφώσωμεν τὴν γενικὴν αὐτῆς ἐκθεσιν, συμπεριληπτέον αὐτῇ τὸν κατὰ βούλησιν ἀτρεπτον ὄρον Λ . Οὕτω δηλουμένου ψ τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ διαφορικῆς τινος συνεκθέσεως $X\delta x$, γράπτέον ἐν γένει

$$\psi = \Lambda + \int X\delta x.$$

Ἐν τῇ ἐξίσωσει ταύτῃ, ἡ ἐκθεσις $\int X\delta x$ ἐμφαίνει τὸ ἄμεσον ἐξαγόμενον τῆς ὀλοκληρώσεως· ἔτσι τὴν συνέκθεσιν τῆς x ἧς τὸ διαφορικὸν εἶναι $X\delta x$. Ἄ δὲλαὶ τὴν κατὰ βούλησιν ἀτρεπτον ποσότητα προστιθεμένην τῇ συνεκθέσει ταύτῃ ὅπως ἡ τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ ψ ἐκθεσις ἔχη πλῆρη γενικότητα. Τῇ

προσθήκῃ τῆς ἀτρεπτοῦ ταύτης ἐσμὲν βέβαιοι ὅτι ψ συμπεριλαμβάνει ἀπάσας τὰς ἀναλυτικὰς ἐκθέσεις, ἐκ τῆς μεταβλητῆς x μορφουμένας, αἵτινες διαφορίζομεναι δίδουσι $X\delta x$ κοινὸν διαφορικὸν. Δὲν δυνάμεθα προστιθέναι τῷ $\int X\delta x$ ἢ ὄρον οὔτινος ἢ παραγομένη συνέκθεσις εἴη μηδὲν, ἤτοι ἀτρεπτον [31]· διότι συνεκθέσεις ἔχουσαι τὴν αὐτὴν παραγομένην οὐ δύνανται διαφέρειν ἀπ' ἀλλήλων ἢ κατὰ ποσότητα ἀμετάβλητον.

273. Ἐνὸς τῷ ὀλοκληρωτικῷ ψ ἐπιβάλλεται μόνος ὁ ὄρος τοῦ ἔχειν διαφορικὸν τὸ $X\delta x$, ἢ ἀτρεπτος Λ εἶναι ὅλως κατὰ βούλησιν. Ἄλλ' ἐν ἅπασιν τοῖς ἀπὸ τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ λογισμοῦ ἐξαρτωμένοις ζητήμασιν, ὑπάρχουσιν ἀείποτε συνθῆκαι δι' ὧν ὀρίζεται ἡ τῆς ἀτρεπτοῦ ταύτης τιμὴ, καὶ οὕτω φθάνομεν εἰς ἐξαγόμενον ὀρισμένον, ὡς ἐν τοῖς ἐφεξῆς θέλομεν ἰδεῖ.

274. Τὸ σύμβολον \int εἶναι τὸ ἀρχικὸν γράμμα τῆς λέξεως somme (κεφάλαιον). Ἡ χρῆσις αὐτοῦ διετηρήθη καὶ παρ' ἡμῶν· θεωρητέον δὲ αὐτὸ ὡς σύμβολον ἰσοδυναμοῦν τῇ λέξει ὀλοκληρον. Ἰδοὺ ὁ λόγος δι' ὃν οἱ Μαθηματικοὶ προσέταξαν τὸ τοιοῦτον στοιχεῖον τῆς ἐκθέσεως $X\delta x$, ὅπως δηλώσωσι τὴν συνέκθεσιν ἧς τὸ διαφορικὸν εἶναι $X\delta x$.

Ἡ ἅσα συνέκθεσις δύναται θεωρηθῆναι ἀείποτε ὡς τὸ κεφάλαιον ἀπείρου ἀριθμοῦ τιμῶν τοῦ διαφορικοῦ αὐτῆς. Ὅπως δεῖξομεν τοῦτο σαφέστερον, θεωρήσωμεν τὰς καὶ ἄλλοτε θεωρηθείσας ἀλληλοδιαδόχους τιμὰς διδομένας τῇ ἀνεξαρτήτῳ μεταβλητῇ x , ἐν αἷς Δx ἐκλαμβάνεται ὡς διαφορὰ μόνιμος,

$$x_0, \quad x_0 + \Delta x, \quad x_0 + 2\Delta x, \quad x_0 + 3\Delta x, \quad \dots$$

$$x_0 + (n - 1)\Delta x, \quad x_0 + n\Delta x,$$

σὺν ταῖς συστοίχοις τιμαῖς τῆς συνεκθέσεως ψ τῆς μεταβλητῆς ταύτης,

$$\psi_0, \quad \psi_1, \quad \psi_2, \quad \psi_3, \quad \dots, \quad \psi_{n-1}, \quad \psi_n.$$

Τῶν διαφορῶν δύο διαδοχικῶν τιμῶν τῆς ψ οὐσῶν $\Delta\psi_0, \Delta\psi_1, \Delta\psi_2, \dots, \Delta\psi_{n-1}$, ἔχομεν προδή-

ως (πλὴν ὅταν ἡ συνέκθεσις ψ λαμβάνη τιμὰς ἀπείρους μεταξὺ $x = 0$ καὶ $x = x_n$),

$$\psi_n = \psi_0 + \Delta\psi_0 + \Delta\psi_1 + \Delta\psi_2 + \Delta\psi_3 + \dots + \Delta\psi_{n-1}$$

ἔκθεσιν ἣν γράφομεν καὶ οὕτω

$$\psi_n = \psi_0 + \left(\frac{\Delta\psi_0}{\Delta x} + \frac{\Delta\psi_1}{\Delta x} + \frac{\Delta\psi_2}{\Delta x} + \frac{\Delta\psi_3}{\Delta x} + \dots + \frac{\Delta\psi_{n-1}}{\Delta x} \right) \Delta x.$$

ὑποθέσωμεν ἤδη ὅτι, ἡ μὲν διαφορά Δx μειοῦται κατὰ μικρὸν προσεγγίζουσα τῷ μηδενί, ὁ δὲ ἀριθμὸς n αὐξάνει ἀναλόγως, ὥστε $n\Delta x$ νὰ μὴ μεταβάλληται ποσῶς. Ὁ ἀριθμὸς τῶν ἐν παρενθέσεσιν ὄρων αὐξάνει μᾶλλον καὶ μᾶλλον,

ἡ δὲ τιμὴ τοῦ τυχόντος αὐτῶν $\frac{\Delta\psi_r}{\Delta x}$ τενεῖ πρὸς τὸ ταυτι-

σθῆναι τῇ τιμῇ τοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, συστοι-

χοῦντος τῇ τιμῇ $x_0 + r\Delta x$ τῆς μεταβλητῆς x . Ὅθεν βλέπομεν ὅτι, καθ' ὅσον Δx μειοῦται, ἡ ποσότης

$$\left(\frac{\Delta\psi_0}{\Delta x} + \frac{\Delta\psi_1}{\Delta x} + \frac{\Delta\psi_2}{\Delta x} + \frac{\Delta\psi_3}{\Delta x} + \dots + \frac{\Delta\psi_{n-1}}{\Delta x} \right) \Delta x$$

προσεγγίζει ὀλίγον ἕπερ εἶναι τὸ κεφάλαιον τῶν τιμῶν,

ἀπείρων κατὰ τὸν ἀριθμὸν, ἃς λαμβάνει τὸ διαφορικὸν $\frac{\delta\psi}{\delta x}$

τῆς τεθείσης συνεκθέσεως, αὐξανομένης τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς x κατὰ τὸ μόνιμον καὶ ἀπειροστικὸν ἀπόστημα δx ,

ἀπὸ $x = x_0$ μέχρι $x = x_0 + n\Delta x$. Ἄρα συνάγομεν ὅτι, μεταβαίνομεν ἀπὸ τινος τιμῆς ψ_0 οἰασδήποτε τῆς συνεκθέσεως εἰς ἑτέραν οἰασδήποτε τιμὴν ψ , προσθέτοντες τῇ ψ_0 τὸ

κεφάλαιον τῶν τιμῶν ἃς λαμβάνει τὸ διαφορικὸν $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ἐν

τῷ ἀπολαμβανομένῳ διαστήματι ὑπὸ τῶν τιμῶν x_0 καὶ x συστοιχοῦσων ταῖς ψ_0 καὶ ψ .

λοιπὸν, δηλοῦντες ὡς ἀνωτέρω $X\delta x$, τὸ διαφορικὸν $\frac{\delta\psi}{\delta x} \delta x$ τῆς συνεκθέσεως ψ , ἀντὶ τῆς προηγουμένης ἐξισώσεως γράφομεν

$$\psi = \psi_0 + \int_{x_0} X\delta x.$$

Τὸ σημεῖον \int_{x_0} δηλοῖ, ὅτι ἔγινε τὸ ἄθροισμα τῶν τιμῶν τοῦ διαφορικοῦ $X\delta x$, ἀντιστοιχοῦσων ἀπάσαις ταῖς τιμαῖς $x_0, x_0 + \delta x, x_0 + 2\delta x, x_0 + 3\delta x, \dots$, μέχρι τῆς $x_0 + (n - 1)\delta x$, ἥτις προηγεῖται τῆς τιμῆς τῆς x συστοίχου τῇ ἐν τῷ πρώτῳ μέλει τιμῇ ψ τῆς συνεκθέσεως. Γράφοντες x_0 κάτωθι τοῦ τῆς ὀλοκληρώσεως συμβόλου \int ὀρίζομεν τὴν μερικὴν τιμὴν τῆς x , συστοιχοῦσαν τῇ ψ_0 , ἀφ' ἧς τὸ ἄθροισμα λαμβάνεται.

Ἄλλ' ἡ προηγουμένη ἐξίσωσις ὑπάρχει οἰασδήποτε ἂν ᾖσιν αἱ σύστοιχοι τιμαὶ x_0 καὶ ψ_0 . Ὅταν ἀπλῶς δίδηται διαφορικὸν, μὴ ὀριζομένης τιμῆς x_0 τῇ ἀνεξαρτήτῳ μεταβλητῇ ἀφ' ἧς πρέπει νὰ προστεθῶσιν αἱ τιμαὶ τοῦ διαφορικοῦ τούτου, οὔτε ὅποια ἐστὶν ἡ ἀντιστοιχοῦσα τιμὴ ψ_0 τῆς συνεκθέσεως, οὐδεὶς τρόπος ὑπάρχει τοῦ ὀρίσαι αὐτάς. λοιπὸν, θεωροῦντες ἐν τῇ προηγουμένῃ ἐξισώσει τὴν συνέκθεσιν ψ ὡς ὑποβαλλομένην μόνον τῷ ὄρω τοῦ ἔχειν $X\delta x$ διαφορικὸν, θεωρητέον ἐν αὐτῇ τὴν τε x_0 καὶ ψ_0 ὡς οὔσας κατὰ βούλησιν. Ἄρα, περιττὸν σημειοῦσθαι τὴν ἀόριστον τιμὴν τῆς x ἀφ' ἧς τὸ κεφάλαιον $\int X\delta x$ λαμβάνεται γραπτέον δὲ ἀπλῶς, ὡς ἐν τῷ προηγουμένῳ χωρίῳ,

$$\psi = A + \int X\delta x.$$

275. Τὸ ἀόριστον τῆς τιμῆς τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ, καὶ ἡ ἀνάγκη τοῦ συμπληροῦσθαι τὴν ἔκθεσιν αὐτοῦ τῇ προσθήκῃ ἀτρέπτου κατὰ βούλησιν, καθίστανται ἐναργεῖ ὅταν θεωρήσωμεν x καὶ ψ ὡς τὰς συντεταγμένας καμπύλης ἐπιπέδου. Τῷ ἴντι, ὅταν ἡ συνέκθεσις ψ δίδηται ἀνεπτυγμένως ἢ συνεπτυγμένως εἰς x , τὸ σχῆμα τῆς καμπύλης εἶναι ἐντελῶς ὀρισμένον. Ἄν συμβάλει ὁμῶς τὸ αὐτὸ ὁρθέντος μόνου τοῦ διαφορικοῦ $\delta\psi = X\delta x$, ἢ τοῦ

διαφορικοῦ συντελεστοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x} = X$ τῆς περὶ ἧς λόγος συνεκ-

θέσεως. Ἡ ἐκθεσις τοῦ διαφορικοῦ τούτου συντελεστοῦ ὀρίζει ἀπλῶς τὴν διεύθυνσιν τῆς ἐφαπτομένης τῆς καμπύλης, ὑπαρχούσης καθ' ἕκαστον σημεῖον συστοιχοῦν ἐπὶ τιμὴν τῆς x δοθεῖσαν. Ἐὰν φαντασθῶμεν ὅτι καμπύλη ἐγγράφη οὕτως ὥστε

ἐκπληροῖ τὴν σχέσιν $\frac{\delta\psi}{\delta x} = X$, ἀκυλόθως δὲ κινήσωμεν

αὐτὴν ὥστε ἅπαντα αὐτῆς τὰ σημεῖα νὰ γράφωσι παραλλήλους τῷ ἄξονι τῶν ψ , ἡ καμπύλη αὕτη ἐκπληρώσει ἀείποτε, ἐν ἀπάσαις ταῖς θέσεσιν αὐτῆς, τὴν ῥηθεῖσαν συνθήκην, οὐδεὶς δὲ λόγος ὑπάρξει εἰς τὸ ἐκλέξει τὴν τυχαῖσαν τῶν θέσεων τούτων.

Φανερόν ἄλλως, ὅτι ἡ τεταγμένη τῆς καμπύλης πρέπει νὰ ἐκτίθεται τῇ συνεκθέσει τῆς x δηλουμένη ὑπὸ $\int X\delta x$, καὶ ἧς X εἶναι ὁ διαφορικὸς συντελεστής. Ἀλλ' ἐὰν ἐρμεινίσωμεν εἰς μόνην ταύτην τὴν συνέκθεσιν, γράφοντες ἀπλῶς $\psi = \int X\delta x$, ποιήσωμεν ἐκλογὴν μεταξὺ τῶν εἰρημένων καμπυλῶν· διότι εἰς τιμὴν ὠρισμένην τῆς x θέλει συστοιχεῖ τότε τιμὴ τῆς ψ ὠρισμένη. Ἄρα, ὅπως δώσωμεν, ὡς ἀναγκαῖον, τῷ ὀλοκληρωτικῷ τελείαν γενικότητα καὶ εὐρείαν ἔννοιαν, οἷας τῷ τεθέντι διαφορικῷ, γραπτέον

$$\psi = A + \int X\delta x.$$

A δηλοῦντος ποσότητα ἀτρεπτον οἰανδήποτε. Οὕτως, ἡ τῆς ψ ἐκθεσις δύναται παραστῆσαι τὴν τεταγμένην ἀπασῶν τῶν καμπυλῶν, ἀπείρων τὸν ἀριθμὸν, ἐν αἷς ἡ διεύθυνσις τῆς ἐφαπτομένης ὀρίζεται κατὰ σημεῖον οἰανδήποτε, τῇ ἐκθέσει $\frac{\delta\psi}{\delta x} = X$ τοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ τῆς πρώτης τάξεως.

276. Τέλος, παρατηρητέον ὅτι, ὅπως ἐκλείψῃ πᾶσα ἀοριστία ἐν τῇ καμπύλῃ, ἧς ἡ συνέκθεσις ψ πρέπει νὰ παριστᾷ τὴν τεταγμένην, ἀρκεῖ νὰ δοθῇ ἐν οἰανδήποτε σημείον δι' οὗ ἡ καμπύλη αὕτη διελεύσεται. Ἐἴθ' ὄντι, εὐκόλως ἐννοοῦμεν ὅτι ἡ γνῶσις ἐνὸς μόνου σημείου τῆς καμπύλης, καὶ τῆς διευ-

θύνσεως τῆς ἀντιστοιχοῦσης ἐφαπτομένης τιμῇ οἰανδήποτε τῆς τετραμήνης, ἀρκεῖ πρὸς χάραξιν τῆς καμπύλης ταύτης, καθ' ἅπασαν τὴν ἔκτασιν αὐτῆς. Ἀλλὰ, τὸ δοῦναι ἐν σημείον τῆς καμπύλης, τὸ αὐτὸ εἰπεῖν ὅτι, τιμῇ τινι x_0 τῆς x συστοιχεῖ τιμὴ ψ_0 τῆς ψ . Ἄρα, θεθείσης τοιαύτης ὑποθέσεως, ἡ κατὰ βούλησιν ἀτρεπτος A τῆς ἐξίσωσις

$$\psi = A + \int X\delta x,$$

ἔσεται ὠρισμένη· διότι, ἔστω Π ἡ συνέκθεσις τῆς x ἧς τὸ διαφορικὸν εἶναι $X\delta x$. ἔστω δὲ Π_0 ἡ τιμὴ τῆς Π ὅταν $x = 0$. Ἔχομεν τὴν ἐξίσωσιν

$$\psi_0 = A + \Pi_0,$$

ἐξ ἧς ὀρίζεται ἡ τιμὴ τῆς A .

Ἐν γένει, ἡ κατ' ἀρέσκειαν ἀτρεπτος ὀρίζεται ὅταν, δοθέντος διαφορικοῦ, τοῦ $X\delta x$, οὔ τινος τὸ ὀλοκληρωτικὸν ψ ζητεῖται, προστίθεται συγχρόνως ὅτι, τιμῇ δεδομένη a τῆς x συστοιχεῖ τιμὴ b τῆς ψ ἐπίσης δεδομένη.

277. Ἐξηγηθείσης διὰ τῶν προεκτεθέντων τῆς φύσεως τῆς ἐργασίας ἣν ὀλοκληρῶσιν ὀνομάζουσιν, ὑπολείπεται δεῖξαι τὰς πρὸς ἐκτέλεσιν αὐτῆς ἀναλυτικὰς μεθόδους· ἦτοι, τὰς μεθόδους δι' ὧν εὐρίσκομεν τὴν πεπερασμένην συνέκθεσιν τῆς x ἧς ἀπειροστὸν ἐστὶ τὸ προτεθέν· ἢ προσέτι, τὴν ἀρχικὴν συνέκθεσιν ἧς ἡ δοθεῖσα X εἶναι ἡ παραγομένη ἢ ὁ διαφορικὸς συντελεστής τῆς πρώτης τάξεως. Παρατηρητέον ὅμως ὅτι, ἡ μὲν ἐργασία δι' ἧς μορφοῦται τὸ διαφορικὸν $\delta\psi$ συνεκθέσεως δοθείσης ψ , ἐκτελεῖται διὰ κανόνων δι' ὧν ἀείποτε λαμβάνομεν τὸ ζητούμενον ἐξαγόμενον· ἡ ἀντίστροφος δὲ ἐργασία, ἦτοι ἡ ὀλοκλήρωσις, ἣτις εἶναι μέθοδος δι' ἧς ἐπανερχόμεθα ἀπὸ τοῦ διαφορικοῦ εἰς τὴν ἀρχικὴν συνέκθεσιν, δὲν ἐκτελεῖται ἢ ἐν περιπτώσεσι μερικαῖς καὶ τρόπον τινὰ ἐξαιρετικαῖς. Ἐν γένει, δὲν εἴμεθα βέβαιοι ὅτι δυνάμεθα ἄρῃσι πεπερασμένως τὴν ἀρχικὴν συνέκθεσιν τῆς x ἀνήκουσαν διαφορικῷ δοθέντι· ὥστε πολλάκις ἀναγκαζόμεθα, ὡς ἐφεξῆς θέλομεν ἰδεῖ, ἀναπληρῶσαι διὰ μεθόδων προσεγγίσεως τὴν ἔλλειψιν τῆς

πεπερασμένης εκθέσεως τῆς ἀρχικῆς ταύτης συνέθεσεως. Ἄλλ' ἐπάναγκες εἶναι νὰ γνωρίσωμεν τὰς κυριώτερας περιπτώσεις καθ' ἃς ἡ ὀλοκλήρωσις ἐκτελεῖται, καὶ τὰς πρὸς τοῦτο ἐν χρήσει μεθόδους. Ἄλλως, ἡ συχνὴ χρῆσις καὶ τοῦ ἐργαζομένου ἢ δεξιότης ὑπαγορεύουσι τὸ πρακτικόν ἐφ' ἐκάστης περιπτώσεως μερικῆς.

278. Κατὰ πρῶτον, δῆλον ὅτι λαμβάνομεν ἀμέσως τὸ ὀλοκληρωτικὸν διαφορικοῦ δοθέντος, ὅταν τὸ διαφορικὸν τοῦτο ἀνήκῃ εἰς τὰς ἀπλᾶς συνέθεσεις περὶ ὧν ὁμιλήσαμεν ἐν ἀρχῇ τοῦ πρώτου μέρους. Διὰ τῆς ἀμέσου ὀλοκληρώσεως ταύτης μορφοῦμεν τὰ ἐν τῷ ἐξῆς πίνακι περιεχόμενα ὀλοκληρωτικά.

$$\delta . x^{\mu+1} = (\mu+1)x^{\mu} \delta x, \quad \int x^{\mu} \delta x = \frac{x^{\mu+1}}{\mu+1} + \Lambda.$$

$$\delta . a^x = \lambda a . a^x \delta x, \quad \int a^x \delta x = \frac{a^x}{\lambda a} + \Lambda.$$

$$\delta . e^x = e^x \delta x, \quad \int e^x \delta x = e^x + \Lambda.$$

$$\delta . \log x = \log e \frac{\delta x}{x}, \quad \int \frac{\delta x}{x} = \frac{\log x}{\log e} + \Lambda.$$

$$\delta . \lambda x = \frac{1}{x} \delta x, \quad \int \frac{\delta x}{x} = \lambda x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\eta}\mu x = \sigma\upsilon\nu x \delta x, \quad \int \sigma\upsilon\nu x \delta x = \acute{\eta}\mu x + \Lambda.$$

$$\delta . \sigma\upsilon\nu x = -\acute{\eta}\mu x \delta x, \quad \int \acute{\eta}\mu x \delta x = -\sigma\upsilon\nu x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\epsilon}\phi x = \frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu^2 x}, \quad \int \frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu^2 x} = \acute{\epsilon}\phi x + \Lambda.$$

$$\delta . \sigma\upsilon\nu\phi x = -\frac{\delta x}{\acute{\eta}\mu^2 x}, \quad \int \frac{\delta x}{\acute{\eta}\mu^2 x} = -\sigma\upsilon\nu\phi x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\tau}\acute{\epsilon}\mu x = \frac{\acute{\eta}\mu x \delta x}{\sigma\upsilon\nu^2 x}, \quad \int \frac{\acute{\eta}\mu x \delta x}{\sigma\upsilon\nu^2 x} = \acute{\tau}\acute{\epsilon}\mu x + \Lambda.$$

$$\delta . \sigma\upsilon\nu\delta x = -\frac{\sigma\upsilon\nu x \delta x}{\acute{\eta}\mu^2 x}, \quad \int \frac{-\sigma\upsilon\nu x \delta x}{\acute{\eta}\mu^2 x} = \sigma\upsilon\nu\delta x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \acute{\eta}\mu x = \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}}, \quad \int \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}} = \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \acute{\eta}\mu x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \sigma\upsilon\nu x = \frac{-\delta x}{\sqrt{1-x^2}}, \quad \int \frac{-\delta x}{\sqrt{1-x^2}} = \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \sigma\upsilon\nu x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\phi x = \frac{\delta x}{1+x^2}, \quad \int \frac{\delta x}{1+x^2} = \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\phi x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \sigma\upsilon\nu\phi x = \frac{-\delta x}{1+x^2}, \quad \int \frac{-\delta x}{1+x^2} = \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \sigma\upsilon\nu\phi x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \acute{\tau}\acute{\epsilon}\mu x = \frac{\delta x}{x\sqrt{x^2-1}}, \quad \int \frac{\delta x}{x\sqrt{x^2-1}} = \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \acute{\tau}\acute{\epsilon}\mu x + \Lambda.$$

$$\delta . \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \sigma\upsilon\nu\delta x = \frac{-\delta x}{x\sqrt{x^2-1}}, \quad \int \frac{-\delta x}{x\sqrt{x^2-1}} = \acute{\tau}\acute{\omicron}\xi \sigma\upsilon\nu\delta x + \Lambda.$$

Ἐν τοῖς δε τοῖς τύποις x ἐμφαίνει ποσότητα μεταβλητὴν οἰανδήποτε, δυναμένην εἶναι συνέθεσιν ἑτέρας μεταβλητῆς. Ἐν ἄλλοις λόγοις, τὴν x δύναται ἀντικαταστήσῃ, ἐν ἅπασιν τοῖς προηγουμένοις τύποις, συνέθεσις οἰανδήποτε $\phi(x)$. Οὕτω, π. χ., ὁ πρῶτος τύπος δίδει

$$\int [\phi(x)]^{\mu} \delta . \phi(x) = \frac{[\phi(x)]^{\mu+1}}{\mu+1} + \Lambda.$$

Ἐπάρχει δὲ ἐν γένει δι' ἀπάσας τὰς τιμὰς τοῦ δείκτου μ , θετικὰς ἢ ἀρνητικὰς, ἀκεραίας ἢ κλασματικὰς, ἔστω καὶ ἐκμέτρους· ὅθεν συνάγομεν τὸν ἐξῆς κανόνα. Ἐὸ ὀλοκληρωτικὸν διαφορικῆς ἐκθέσεως ἐχούσης τὴν μορφήν $x^{\mu} \delta x$, μορ-

φούται αυξανομένου του δείκτη αυτής μ κατά μονάδα και διαιρουμένης διὰ τοῦ νέου δείκτη και διὰ δx .

Αἱ ἐξῆς μερικαὶ περιπτώσεις, συχνάκις ἀπαντῶμεναι, εἰσὶ διακριτέαι.

$$\int \frac{\delta x}{x^2} = -\frac{1}{x} + A, \quad \int \frac{\delta x}{\sqrt{x}} = 2\sqrt{x} + A.$$

279. Τοῦ προηγουμένου κανόνος μόνη ἐξαιρετέα περίπτωση εἶναι ὅταν $\mu = -1$. διότι τότε ὁ γενικὸς τύπος

$$\int x^\mu \delta x = \frac{x^{\mu+1}}{\mu+1} + A, \text{ καθίσταται } \int \frac{\delta x}{x} = \frac{1}{0}, \text{ ὑπεράτοπον.}$$

Παρατηρητέον ὅτι, ἐπειδὴ ὁ τύπος εἶναι ἀληθὴς ὡσονδήποτε και ἂν προσεγγίζῃ ὁ μ τῇ -1 , ποριζόμεθα τὴν ἔκθεσιν αὐτοῦ ἀρμόζουσαν τῇ μερικῇ περι ἧς πρῆκεται περίπτωση, προσχωροῦντες τὸν δείκτην μ πρὸς τὸ ὄριον -1 , ἐκλέγοντες δὲ τὴν κατ' ἀρέσκειαν ἀτρέπτου, ὥστε τὸ ἐξαγόμενον νὰ τείνῃ πρὸς ἓν ὄριον πεπερασμένον. Πρὸς τοῦτο, θέτομεν τὸ δεύτερον

$$\text{μέλος ὑπὸ τὴν μορφήν } \frac{x^{\mu+1} - a^{\mu+1}}{\mu+1} + A', \text{ ἧς τὸ πρῶ-$$

τον μέρος κατασταθῆσεται ὡς τῇ ὑποθέσει $\mu = -1$, τῆς A' οὔσης ἀτρέπτου κατὰ βούλησιν. Ἄρα ἔχομεν πάντοτε

$$\int x^\mu \delta x = \frac{x^{\mu+1} - a^{\mu+1}}{\mu+1} + A'.$$

Τὸ μέρος, ὅπερ ἀποκαθίσταται ὡς ὅταν $\mu = -1$, ἔχει ὄριον προσδιορισμένον, ἔστω $\lambda x - \lambda a$ [114]. καθιστῶντες δὲ $A' - \lambda a = A''$, λαμβάνομεν τὸ ἐξαγόμενον

$$\int x^{-1} \delta x = \lambda x + A'',$$

ὡπερ σύμφωνον τῷ πέμπτῳ τύπῳ τοῦ προεκτεθέντος πίνακος. Ἐννοοῦμεν ἤδη ὅτι, ἐπειδὴ ἡ διδομένη τιμὴ -1 τῷ δείκτη μ ἐπιφέρει μεταβολὴν εἰς τὴν φύσιν τῆς τῷ ολοκληρωτικοῦ ἐμφανιούσης συνεκθέσεως, ἡ συνέκθεσις αὕτη δὲν συμ-

περιλαμβάνεται τότε ἐν τῇ γενικῇ ἐκθέσει $\frac{x^{\mu+1}}{\mu+1} + A$.

Περὶ τῆς περιπτώσεως δὲ ταύτης εἰδοποιούμεθα ὑπὸ τῆς ἀορίστου τιμῆς ἣν λαμβάνει ἡ ἐκθεσις αὕτη.

280. Τὰς μᾶλλον πολυπλόκους συνεκθέσεις δὲν δυνάμεθα ολοκληρῶσαι ἢ διὰ τρόπων διαφόρων, ὧν ἀντικείμενον αἰεποτε εἶσιν, ἢ ἡ ἀποσύνθεσις τῆς τεθείσης συνεκθέσεως εἰς ἑτέρας συνεκθέσεις ἀπλουστεράς ἀναγομένας εἰς τινὰς τῶν ἀμέσως ολοκληρουμένων ἢ ἡ μεταμόρφωσις αὐτῆς τῇ ἀντισαγωγῇ ἑτέρας μεταβλητῆς ἀντὶ x , ὅπως ἀχθῆ ἐπίσης εἰς τὰ διαφορικά ὧν αἱ ἀρχικαὶ συνεκθέσεις μορφοῦνται δι' ἀμέσου ολοκληρώσεως ἢ τέλος, ποιῆσαι ὅπως ἐξαρτᾶται ἡ εὔρεσις τοῦ ζητουμένου ολοκληρωτικοῦ ἀφ' ἑτέρου εὐκολώτερον λαμβανομένου.

Τὸ τελευταῖον τοῦτο εἶναι τὸ ἀντικείμενον τῆς μεθόδου καλουμένης *ολοκλήρωσις μοιρικῆ* (*), ἣτις εἶναι ἐκ τῶν γενικωτέρων ἐν χρήσει ἐν τῷ Ὀλοκληρωτικῷ λογισμῷ.

Παρατηρητέον ὅτι $\delta \cdot \omega u = \omega \delta u + u \delta \omega$.

Ἄρα ἀντιστρόφως, ὀλοκληροῦντες ἔχομεν $\omega u = \int \omega \delta u + \int u \delta \omega$, ὅθεν $\int \omega \delta u = \omega u - \int u \delta \omega$.

Οὕτως, ἀγομένου οἰουδήποτε διαφορικοῦ ὑπὸ τὴν μορφήν $\omega \delta u$, ἥτοι ὑπὸ τὴν μορφήν τοῦ γινομένου πεπερασμένης συνεκθέσεως ω τῆς μεταβλητῆς x ἐπὶ τὴν διαφορικὴν συνέκθεσιν δu τῆς αὐτῆς μεταβλητῆς (ἧς ὑποθέτομεν γνωστὸν τὸ ὀλοκληρωτικὸν u), ἡ ἔρευνα τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ $\int \omega \delta u$ ἄγεται εἰς τὴν τοῦ $\int u \delta \omega$.

Ἄναμνηστέον, ὅτι ἡ ἐκθεσις τοῦ ζητουμένου ὀλοκληρωτικοῦ πρέπει νὰ συμπληροῦται αἰεποτε μὲ ἀτρέπτου κατὰ βούλησιν.

(*) Τὴν λέξιν *μοιρικῆ* ἐνομιάσαμεν προτιμωτέραν τῆς κατὰ μέρη τὴν αὐτὴν μέθοδον δυνάμεθα προτέτι ἐνομιάσει *ὀλοκλήρωσις κατὰ παράγοντας*, καθ' ὅτι βάζειν ἔχει κυρίως τὴν ἀποσύνθεσιν τῆς ὀλοκληρωτικῆς διαφορικῆς συνεκθέσεως εἰς δύο παράγοντας.

Διὰ τοῦ ἐξῆς παραδείγματος ἐννοήσομεν τὸ χρήσιμον τῆς μοιρικῆς ὀλοκληρώσεως. Προκείσθω τὸ διαφορικὸν

$$\delta\psi = x \text{ συν } x \delta x.$$

Θεωροῦμεν τοὺς δύο παράγοντας x καὶ $\text{συν } x \delta x$, τοῦ τελευταίου τῶν ὁποίων τὸ ὀλοκληρωτικὸν εἶναι ἡμ. x . Κατὰ τὸν ἀνωτέρω γενικὸν τύπον γράφομεν

$$\psi = \int x \text{ συν } x \delta x = x \text{ ἡμ. } x - \int \text{ ἡμ. } x \delta x = x \text{ ἡμ. } x + \text{συν } x + A.$$

Τῆς ἐκθέσεως ταύτης ἡ ἀκρίβεια ἐπιβεβαιουῖται τῇ διαφορίσει.

281. Παρατηρητέον ὅτι ἡ ἐπιτυχία τῆς μεθόδου ἐξαρτᾶται ἐν γένει ἀπὸ τῆς ἐκλογῆς τῶν παραγόντων ἐν οἷς ἀποσυντίθεται τὸ προτεθὲν διαφορικὸν. Θεωρήσωμεν ἐν τῷ προηγουμένῳ ὑποδείγματι τοὺς δύο παράγοντας $\text{συν } x$ καὶ $x \delta x$, τοῦ τελευταίου τῶν ὁποίων τὸ ὀλοκληρωτικὸν εἶναι $\frac{1}{2} x^2$. Ἐχομεν

$$\begin{aligned} \int \text{συν } x \cdot x \delta x &= \frac{x^2 \text{συν } x}{2} - \int \frac{x^2}{2} (-\text{ ἡμ. } x \delta x) \\ &= \frac{x^2 \text{συν } x}{2} + \int \frac{x^2 \text{ ἡμ. } x \delta x}{2}. \end{aligned}$$

Βλέπομεν δὲ ὅτι, τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικὸν ἐξαρτᾶται ἀφ' ἑτέρου μᾶλλον πολυπλόκου. Πρέπει ἀείποτε, κατὰ τὸ δυνατόν, ἀναλύειν οὕτω τὸ περὶ οὗ πρόκειται διαφορικὸν ὥστε ἡ ὀλοκλήρωσις ἐνὸς τῶν παραγόντων καὶ ἡ διαφορίσις τοῦ ἑτέρου νὰ ἀγώσιν αὐτὸ εἰς ἐκθεσιν ἀπλουστέραν, ἧς τὸ ὀλοκληρωτικὸν, ἀφ' οὗ τὸ προτεθὲν ἐξαρτᾶται, νὰ διακρίνηται ἀμέσως.

282. Ἀντιστρεφομένων τῶν κυριωτέρων κανόνων τοῦ Διαφορικοῦ λογισμοῦ, συνάγομεν κανόνας τοῦ Ὀλοκληρωτικοῦ. Πρὸς τὸν σκοπὸν τοῦτον ἔπονται παρατηρήσεις τινὲς χρήσιμοι εἰς πλείστας περιπτώσεις.

1^{ον}. Ὁ τυχὸν ἐν τῷ διαφορικῷ ὑπάρχων παράγων ἀντρεπτος, μένει ὁ αὐτὸς καὶ ἐν τῷ ὀλοκληρωτικῷ τίθεται δὲ

ἐκτὸς τοῦ σημείου ὀλοκληρώσεως, ὡς καὶ ἐκτὸς τοῦ σημείου διαφορίσεως [31].

$$\text{Τῷ ὄντι, ἔχομεν} \quad \delta \cdot \alpha\omega = \alpha\delta\omega.$$

$$\text{Ἀλλὰ} \quad \int \delta \cdot \alpha\omega = \alpha\omega, \quad \alpha \int \delta\omega = \alpha\omega.$$

$$\text{Ἄρα} \quad \int \delta \cdot \alpha\omega = \alpha \int \delta\omega, \quad \text{ἢ} \quad \int \alpha\delta\omega = \alpha \int \delta\omega,$$

$$\text{ἢ προσέτι, ὀέτοντες} \quad \delta\omega = \Sigma(x)\delta x,$$

$$\int \alpha \Sigma(x)\delta x = \alpha \int \Sigma(x)\delta x + A.$$

2^{ον}. Τὸ ὀλοκληρωτικὸν διαφορικῆς συνεκθέσεως, κεφάλαιον οὔσης πλειόνων διαφορικῶν, συγκροτεῖται [32] ὑπὸ τοῦ κεφαλαίου τῶν μερικῶν ὀλοκληρωτικῶν ἐκάστου τῶν διαφορικῶν τούτων. Οὕτως ἔχομεν

$$\begin{aligned} \psi &= \int [\Sigma(x) + \Phi(x) - \Psi(x)] \delta x \\ &= \int \Sigma(x)\delta x + \int \Phi(x)\delta x - \int \Psi(x)\delta x + A. \end{aligned}$$

3^{ον}. Κατὰ § 278, ὅταν τὸ προτεθὲν διαφορικὸν ᾖναι, ἢ τίθηται ὑπὸ μορφῆν τοιαύτην,

$$\Phi(X)\delta X,$$

X δηλοῦντος συνέκθεσιν τῆς μεταβλητῆς x , τότε ἐργαζόμεθα ἐπ' αὐτοῦ ὡς ἂν X ἦτο μεταβλητὴ ἀνεξάρτητος.

Ἐστω, π. χ., τὸ διαφορικὸν

$$\delta\psi = x^{\mu-1} \text{ ἡμ. } (a + \epsilon x^\mu) \delta x.$$

Πολυπλασιάζομεν καὶ διαιροῦμεν διὰ $\mu\epsilon$.

$$\delta\psi = \frac{1}{\mu\epsilon} \text{ ἡμ. } (a + \epsilon x^\mu) \mu\epsilon x^{\mu-1} \delta x.$$

Ἀλλὰ, $\mu\epsilon x^{\mu-1} \delta x$ εἶναι τὸ διαφορικὸν τῆς ὑπὸ τὸ σύμβολον ἡμ. συνεκθέσεως $a + \epsilon x^\mu$. Ἄρα, καθιστῶντες $X = a + \epsilon x^\mu$, ἔχομεν

$$\delta\psi = \frac{1}{\mu\epsilon} \text{ ἡμ. } X \delta X.$$

ἐπομένως δὲ τὸ ὀλοκληρωτικὸν

$$\psi = A - \frac{1}{\mu\epsilon} \text{ συν } X = A - \frac{1}{\mu\epsilon} \text{ συν } (a + \epsilon x^\mu),$$

ὡς βεβαιούμεθα ἐφαρμόζοντας τοὺς κανόνας τῆς διαφορίσεως.

Β'. ΠΕΡΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΕΩΣ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΛΟΓΙΚΩΝ, ΟΛΟΣΧΕΡΩΝ ΚΑΙ ΚΛΑΣΜΑΤΙΚΩΝ.

283. Συνέκθεσις λογικῆ ὀλοσχερῆς τῆς μεταβλητῆς x λέγεται πᾶσα συνέκθεσις συγκροτημένη ἐξ ὄρων ἐν οἷς ὑπάρχουσι μόνον δυνάμεις τῆς μεταβλητῆς ταύτης ὧν ὁ δείκτης ἐστὶν ἀριθμὸς ἀκέραιος. Τοιαύτη εἶναι ἡ διαφορικὴ συνέκθεσις·

$$\delta\psi = (a + \epsilon x^\mu + \gamma x^\nu + \theta x^\pi + \dots) \delta x,$$

ἐν ᾗ $a, \epsilon, \gamma, \dots$, εἰσὶν ἀτρεκτοὶ οἰαδήποτε μ, ν, π, \dots , ἀριθμοὶ ἀκέραιοι θετικοὶ ἢ ἀρνητικοί. Πᾶσα τοιαύτη συνέκθεσις ἀείποτε ἐστὶν ἐπιδεκτικὴ ὀλοκληρώσεως· διότι, ἐξ ὧσων ἐν τῷ προηγουμένῳ ἀρθρῷ εἶδουμεν, τὸ ὀλοκληρωτικὸν αὐτῆς, συμπληρούμενον τῇ κατὰ βούλησιν ἀτρέπτῳ A , εἶναι

$$\psi = A + ax + \frac{\epsilon x^{\mu+1}}{\mu+1} + \frac{\gamma x^{\nu+1}}{\nu+1} + \frac{\theta x^{\pi+1}}{\pi+1} + \dots$$

Παρατηρητέον μόνον, ὅτι ὅταν ὁ δείκτης τῆς x ἰσοῦται -1 , τὸ ὀλοκληρωτικὸν τοῦ ὅρου ἐκεῖνου, π. γ. $\frac{\epsilon x^{\mu-1+1}}{\mu-1+1}$, ἔσεται κλ.χ.

Ὁμοίῳ τῷ τρόπῳ ὀλοκληροῦται τὸ προηγουμένον διαφορικὸν ὅταν οἱ δείκται μ, ν, π, \dots , ἔχωσι τιμὰς μὴ ἀκεραίας οἰαδήποτε.

284. Πᾶσαν διαφορικὴν συνέκθεσιν δεδομένην ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\delta\psi = (a + \epsilon x^\mu + \gamma x^\nu + \theta x^\pi + \dots)^\pi \delta x,$$

π ὄντος ἀριθμοῦ ἀκεραίου, ἀγομεν ὑπὸ μορφήν ὁμοίαν τῇ ἐν τῷ προηγουμένῳ χωρίῳ, ἀναπτύσσοντας τὴν δύναμιν.

Ἄλλ' ὅταν ἔχωμεν ἀπλῶς τὸ διαφορικὸν

$$\delta\psi = (a + \epsilon x)^\pi \delta x,$$

ὅπερ γράφομεν καὶ οὕτω

$$\delta\psi = \frac{1}{\epsilon} (a + \epsilon x)^\pi \epsilon \delta x,$$

παρατηρητέον ὅτι, ἐπειδὴ $\epsilon \delta x$ εἶναι τὸ διαφορικὸν τῆς ἐν παρενθέσει ποσότητος $a + \epsilon x$, ἡ τεθεῖσα συνέκθεσις ὑπάρχει εἰς τὴν ἐν § 282, 3ῃν περίπτωσιν. Ἄρα, καθιστῶντες

$a + \epsilon x = X$, ἔχομεν $\delta\psi = \frac{1}{\epsilon} X^\pi \delta X$. ἔθεν συνάγομεν (οἰοσδήποτε εἶναι ὁ ἀριθμὸς π , πλὴν ὅταν ἰσοῦται -1),

$$\psi = A + \frac{1}{\epsilon} \frac{X^{\pi+1}}{\pi+1}, \quad \text{ἢ} \quad \psi = A + \frac{(a + \epsilon x)^{\pi+1}}{\epsilon(\pi+1)}.$$

Ὡσαύτως, ὅταν ἔχωμεν

$$\delta\psi = (a + \epsilon x^\mu)^\pi x^{\mu-1} \delta x,$$

δι' ὁμοίων παρατηρήσεων συνάγομεν

$$\psi = A + \frac{(a + \epsilon x^\mu)^{\pi+1}}{\epsilon\mu(\pi+1)}.$$

285. Ἔπονται πρὸς ἀσκήσιν ἐπὶ τῶν προαποδεδομένων κανόνων διάφορα ὑποδείγματα.

- 1) $\int \frac{(x^3 - 4x^2 + 5)\delta x}{x} = \frac{1}{2}x^3 - 2x^2 + 5\ln x + A.$
- 2) $\int (4x^3 - 5x^2 - 3x + 8)\delta x = x^4 - \frac{5}{2}x^3 - \frac{3}{2}x^2 + 8x + A$
- 3) $\int x^2 \text{ συν } x \delta x = x^2 \acute{\eta}\mu x + 2x \text{ συν } x - 2\acute{\eta}\mu x + A.$
- 4) $\int x^2 e^x \delta x = e^x(x^2 - 2x + 2) + A.$
- 5) $\int \lambda x \delta x = x(\lambda x - 1) + A.$

- 6) $\int \frac{5x^3 \delta x}{3x^4 + 7} = \frac{5}{12} \lambda(3x^4 + 7) + \Lambda.$
- 7) $\int \frac{x \delta x}{\sqrt{a^2 + x^2}} = \sqrt{a^2 + x^2} + \Lambda.$
- 8) $\int \frac{a \delta x}{x^3} = -\frac{a}{2x^2} + \Lambda.$
- 9) $\int \delta x \sqrt{x^2} = \frac{1}{3} \sqrt{x^6} + \Lambda.$
- 10) $\int (a - \frac{6}{x^3} + x \sqrt{x}) \delta x = ax + \frac{6}{2x^2} + \frac{2}{5} \sqrt{x^5} + \Lambda.$
- 11) $\int \frac{\delta x}{a \pm bx} = \pm \frac{1}{b} \lambda(a \pm bx) + \Lambda.$
- 12) $\int (ax^3 + bx^2 + \gamma x + \theta)^\mu (3ax^2 + 2bx + \gamma) \delta x$
 $= \frac{(ax^3 + bx^2 + \gamma x + \theta)^{\mu+1}}{\mu + 1} + \Lambda;$
- 13) $\int \frac{x^3 - 8x^2 + 4x + 6}{\alpha} \times (3x^2 - 6x + 4) \delta x$
 $= \frac{\alpha}{\lambda \alpha} \frac{x^3 - 8x^2 + 4x + 6}{\lambda \alpha} + \Lambda;$
- 14) $\int \frac{\delta x}{a^2 + x^2} = \frac{1}{a} \tau \acute{\alpha} \xi \acute{\epsilon} \phi \frac{x}{a} + \Lambda.$
- 15) $\int 5 \acute{\eta} \mu^5 x \sigma \upsilon \nu x \delta x = \frac{5}{6} \acute{\eta} \mu^6 x + \Lambda.$
- 16) $\int \frac{\delta x}{\sigma \upsilon \nu^2 x \acute{\epsilon} \phi x} = \lambda \acute{\epsilon} \phi x + \Lambda.$
- 17) $\int \frac{\delta x}{\sigma \upsilon \nu^2 x \sqrt{\acute{\epsilon} \phi^3 x}} = 4 \sqrt{\acute{\epsilon} \phi x} + \Lambda.$

- 18) $\int \acute{\epsilon} \phi (a + bx^\mu) x^{\mu-1} \delta x = \frac{1}{\mu b} \lambda \sigma \upsilon \nu (a + bx^\mu) + \Lambda.$
- 19) $\int \frac{a^2 \delta x}{\sqrt{a^2 - x^2}} = a^2 \tau \acute{\alpha} \xi \acute{\eta} \mu \frac{x}{a}.$
- 20) $\int \frac{\delta x}{\acute{\eta} \mu^2 x \sqrt{\frac{\sigma \upsilon \nu^2 x}{\acute{\eta} \mu^2 x}}} = -\frac{5}{3} \sigma \upsilon \nu \phi^{\frac{2}{3}} x + \Lambda.$
- 21) Τελευταῖον ἔστω ἡ διαφορικὴ συνέκθεσις

$$\delta x \sqrt{a^2 - x^2},$$

ἣν ὀλοκληρώσομεν κατὰ τὸν ἐν § 280 τύπον, Κατὰ πρῶτον λαμβάνομεν

$$(a) \int \delta x \sqrt{a^2 - x^2} = x \sqrt{a^2 - x^2} + \int \frac{x^2 \delta x}{\sqrt{a^2 - x^2}}.$$

Πολυπλασιάζοντες ἐπὶ $\frac{\sqrt{a^2 - x^2}}{\sqrt{a^2 - x^2}}$ τὸ προτεθὲν διαφορικόν, μορφοῦμεν τὴν ἰσομερῆ ἐξίσωσιν·

$$\int \delta x \sqrt{a^2 - x^2} = \int \frac{a^2 \delta x}{\sqrt{a^2 - x^2}} - \int \frac{x^2 \delta x}{\sqrt{a^2 - x^2}},$$

ἢ, ἐκτελοῦντες τὴν πρώτην τῶν ἐν τῷ δευτέρῳ μέλει ὀλοκληρώσεων, κατὰ τὸ 19ον ὑπόδειγμα,

$$\int \delta x \sqrt{a^2 - x^2} = a^2 \tau \acute{\alpha} \xi \acute{\eta} \mu \frac{x}{a} - \int \frac{x^2 \delta x}{\sqrt{a^2 - x^2}}.$$

Προσθέτομεν τὴν ἐξίσωσιν ταύτην τῇ (α) καὶ ἔχομεν τέλος,

$$\int \delta x \sqrt{a^2 - x^2} = \frac{x}{2} \sqrt{a^2 - x^2} + \frac{1}{2} a^2 \tau \acute{\alpha} \xi \acute{\eta} \mu \frac{x}{a} + \Lambda.$$

286. Θεωρήσωμεν ἤδη τὰς κλασματικὰς λογικὰς συνεχόμεσας διαφορικὰς, συμπεριλαμβανομένας τῆ γενικῆ μορφῆ·

$$\delta\psi = \frac{\alpha x^\mu + \epsilon x^{\mu-1} + \gamma x^{\mu-2} + \dots + \rho}{x^\nu + \pi x^{\nu-1} + \kappa x^{\nu-2} + \dots + \tau} \delta x.$$

$\alpha, \epsilon, \dots, \rho, \pi, \kappa, \dots, \tau$, δηλοῦσι συντελεστὰς ἀτρέπους οἰοῦσθαι· μ καὶ ν ἀριθμοὺς ἀκεραίους. Ὡταν ὁ βαθμὸς μ τοῦ ἀριθμητοῦ μείζων ᾖ τοῦ βαθμοῦ ν τοῦ παρονομαστοῦ, δυνατόν, τῆ ἀλγεβρικῆ διαίρεσει, τρέψαι τὸ πολυπλασιάζον δx κλάσμα εἰς συνέκθεσιν ὀλοσχερῆ πλέον νέου τινος κλάσματος, ἐν ᾧ ὁ μείζων βαθμὸς τῆς x ἐν τῷ ἀριθμητῇ εἴη ἐλάσσων, τοῦλάχιστον κατὰ μονάδα, τοῦ μείζονος βαθμοῦ αὐτῆς ἐν τῷ παρονομαστῇ. Ἡ ὀλοσχερῆς συνέκθεσις ὀλοκληροῦται ἀείποτε κατὰ τὰ προλεχθέντα. Ἄρα, ἡ ὀλοκληρώσις τοῦ προτεθέντος διαφορικοῦ ἄγεται πάντοτε εἰς τὴν περίπτωσιν καθ' ἣν ὁ δείκτης μ ἰσοῦται τῷ πλείστον $\nu - 1$.

287. Τούτου τεθέντος, προκείσθω ἐν γένει τὸ διαφορικὸν

$$\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)} \delta x.$$

$\sigma(x)$ καὶ $\Sigma(x)$ δηλοῦσι πολυώνυμα ὀλοσχερῆ, ὧν τὸ πρῶτον ὑποτίθεται βαθμοῦ ἥττονος τοῦ ἐτέρου τοῦλάχιστον κατὰ

μονάδα. Θεωρήσωμεν πρῶτον ἰδίως τὸ λογικὸν κλάσμα $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$.

ὑποθέσωμεν ὅτι, θέσαντες τὴν ἐξίσωσιν $\Sigma(x) = 0$, ἐπελύσαμεν αὐτὴν διὰ τῶν ἀλγεβρικῶν μεθόδων καὶ ὠρίσαμεν εἰς ἀριθμοὺς ἀπάσας αὐτῆς τὰς ρίζας, πραγματικὰς ἢ φανταστικὰς, ἅς κατὰ πρῶτον ὑποθέσωμεν ἀπάσας ἀνίσους. Ἐστώσαν $\alpha, \alpha_1, \alpha_2, \dots$, αἱ πραγματικαὶ ρίζαι $\alpha \pm \beta \sqrt{-1}$,

$\alpha_1 \pm \beta_1 \sqrt{-1}, \alpha_2 \pm \beta_2 \sqrt{-1}, \dots$, αἱ φανταστικαὶ ἐπόμενον ὅτι, $x - \alpha, x - \alpha_1, x - \alpha_2, \dots$, εἰσὶν οἱ ἀπλοῖ παράγοντες ἀντιστοιχοῦντες ἐκάστη ρίζῃ πραγματικῇ $(x - \alpha)^2 - \beta^2, (x - \alpha_1)^2 - \beta_1^2, (x - \alpha_2)^2 - \beta_2^2, \dots$

οἱ δευτεροβάθμιοι παράγοντες ἀντιστοιχοῦντες ἐκάστῳ ζεύγει ριζῶν φανταστικῶν. Ἐκ τῆς θεωρίας τῶν ἐξισώσεων γινώσκουμεν ὅτι, τὸ πολυώνυμον $\Sigma(x)$ ἰσοῦται τῷ γινόμενῳ τῶν ἀπλῶν ἢ διπλῶν παραγόντων ἀντιστοιχοῦντων ταῖς ρίζαις τῆς ἐξισώσεως $\Sigma(x) = 0$. Ἄρα, δυνατόν ἀείποτε μορφῶσαι τὴν ἐξίσωσιν·

$$\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)} = \frac{\Lambda}{x - \alpha} + \frac{\Lambda_1}{x - \alpha_1} + \frac{\Lambda_2}{x - \alpha_2} + \dots + \frac{Mx + N}{(x - a)^2 + \beta^2} + \frac{M_1x + N_1}{(x - a_1)^2 + \beta_1^2} + \frac{M_2x + N_2}{(x - a_2)^2 + \beta_2^2} + \dots$$

ἐν ᾗ $\Lambda, \Lambda_1, \Lambda_2, \dots, M, M_1, M_2, \dots, N, N_1, N_2, \dots$, δηλοῦσι ποσὰ ἀτρέπτα. Τῷ ὄντι, ἄγοντες τὰ ἐν τῷ δευτέρῳ μέλει κλάσματα ἐπὶ τὸν αὐτὸν παρονομαστήν, ὁ μὲν κοινὸς αὐτῶν παρονομαστῆς ἔσεται $\Sigma(x)$, ὁ δὲ ἀριθμητῆς πολυώνυμον τοῦ $\nu - 1$ βαθμοῦ, ὃ ἀποκαθιστῶμεν ἰσομερὲς τῷ πολυωνύμῳ $\sigma(x)$ θέτοντες $\nu - 1$ ἐξισώσεις πρωτοβαθμίου· ἦτοι τόσας ἐξισώσεις ὅσαι ἀτρέπτοι ποσότητες ὀριστέαι ὑπάρχουσι.

Τοιοῦτοτρόπως τὸ κλάσμα $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$ ἀναλυθήσεται εἰς μερικὰ

$$\text{κλάσματα ἀπλᾶ τῆς μορφῆς } \frac{\Lambda}{x - \alpha} \text{ ἢ } \frac{Mx + N}{(x - a)^2 + \beta^2}.$$

Ἄλλ' ὑπάρχει ἕτερον μέσον ἀπλούστερον δι' οὗ ὀρίζονται αἱ ἄγνωστοι ἀτρέπτοι τῶν ἀριθμητῶν τῶν μερικῶν κλασμάτων, καὶ δι' οὗ καθίσταται καταφανὲς ὅτι αἱ τιμαὶ αὐτῶν οὔτε ἀπειροὶ εἰσὶν, οὔτε ἀόριστοι.

288. Ὅρισωμεν, π. γ., τὸν ἀριθμητὴν Λ τοῦ πρώτου ἀπλοῦ κλάσματος. Συντομίας χάριν θέτομεν

$$\Sigma(x) = (x - \alpha) \times \Phi(x),$$

δηλοῦντες $\Phi(x)$ τὸ γινόμενον ἀπάντων τῶν παραγόντων τοῦ πολυωνύμου $\Sigma(x)$, πλὴν τοῦ $(x - \alpha)$. Ἄντι τῆς προηγουμένης ἐξισώσεως γράφομεν ταύτην

$$\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)} = \frac{\Lambda}{x-a} + \frac{T(x)}{\Phi(x)},$$

$T(x)$ δηλούσης συνέκθεσιν ὁλοσχερῆ τῆς x . Πολυπλασιάζοντες ἀμφότερα τὰ μέλη ἐπὶ $\Sigma(x)$ λαμβάνομεν

$$\sigma(x) = \Lambda \frac{\Sigma(x)}{x-a} + \frac{T(x) \cdot \Sigma(x)}{\Phi(x)}.$$

ὑποθέσωμεν ἤδη $x = a$. Τὸ μὲν μέρος $\frac{T(x) \cdot \Sigma(x)}{\Phi(x)}$ ἀφανίζεται, τὸ δὲ ἐπὶ Λ πολυπλασιάζομενον κλάσμα καθίσταται $\frac{\sigma}{\sigma}$. ἀλλὰ κατὰ § 114 ἡ ἀληθὴς αὐτοῦ τιμὴ εἶναι $\Sigma'(x)$. ἴτοι, ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς τῆς πρώτης τάξεως τῆς συνεκθέσεως $\Sigma(x)$. Ἄρα,

$$\sigma(a) = \Lambda \cdot \Sigma'(a), \quad \text{ὅθεν} \quad \Lambda = \frac{\sigma(a)}{\Sigma'(a)}.$$

Τῇ αὐτῇ μεθόδῳ ὀρίζονται καὶ οἱ ἀριθμηταὶ τῶν λοιπῶν κλασμάτων ἀπλῶν εἰς πραγματικὰς ρίζας ἀντιστοιχοῦντων ἴτοι, ἔχομεν ἐπίσης·

$$\Lambda_1 = \frac{\sigma(a_1)}{\Sigma'(a_1)}, \quad \Lambda_2 = \frac{\sigma(a_2)}{\Sigma'(a_2)}, \quad \text{κ. τ. ἔ.}$$

Αἱ τιμαὶ τῶν $\Sigma'(a), \Sigma'(a_1), \Sigma'(a_2), \dots$, οὐδέποτε μηδενίζονται διότι, καθ' ὑπόθεσιν, δὲν ὑπάρχουσι ρίζαι ἴσαι ἐν τῇ ἐξίσωσει $\Sigma(x) = 0$. Προσέτι αἱ τιμαὶ τῶν $\Lambda, \Lambda_1, \Lambda_2, \dots$, διαφέρουσι μηδενός, ἐὰν παραδεχθῶμεν, ὅπερ αἰείποτε ἐπιτρέπεται, ὅτι ἡ συνέκθεσις $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$ ἐστὶν ἀνάγωγος.

289. Οἱ αὐτοὶ συλλογισμοὶ ἐφαρμόζονται πρὸς ὄρισμὸν τῶν ἀτρέπτων ἀριθμητῶν τῶν εἰς ρίζας φανταστικὰς ἀντιστοιχοῦντων κλασμάτων ἀπλῶν. Ἄλλ' αἱ ἐργασίαι τροποποιῶνται ὡς ἐξῆς πρὸς ἀποφυγὴν τῶν φανταστικῶν μορφῶν. Προκείσθω τὸ κλάσμα

$$\frac{Mx + N}{(x-a)^2 + \beta^2}.$$

Αἱ πρὸς δύο ρίζας συζυγεῖς ἀναφερόμεναι ἀτρέπτοι δὲν διαφέρουσιν ἀλλήλων ἢ κατὰ τὸ σημεῖον τοῦ $\sqrt{-1}$. Ἄρα γράφομεν τὸ ἀνωτέρω κλάσμα ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{\Pi - K\sqrt{-1}}{x-a-\beta\sqrt{-1}} + \frac{\Pi + K\sqrt{-1}}{x-a+\beta\sqrt{-1}} = \frac{2\Pi(x-a) + 2K\beta}{(x-a)^2 + \beta^2}.$$

Ἔχομεν οὕτω $M = 2\Pi, N = -2\Pi a + 2K\beta$. Συλλογίζομενοι δὲ ὡς ἐν τῷ προηγουμένῳ χωρίῳ, εὐρίσκομεν ὅτι αἱ ἀτρέπτοι Π καὶ K ἐκπληροῦσι τὴν σχέσιν

$$\Pi - K\sqrt{-1} = \frac{\sigma(a + \beta\sqrt{-1})}{\Sigma'(a + \beta\sqrt{-1})},$$

ἀναλυομένην εἰς δύο ἐξισώσεις διακεκριμένας, ἐξισουμένων χωριστὰ τῶν πραγματικῶν ὄρων καὶ χωριστὰ τῶν ὄρων ἐν οἷς εἰσέρχεται τὸ φανταστικὸν ριζικὸν $\sqrt{-1}$, ἐπομένως ἐπαρκοῦσαν πρὸς ὄρισμὸν τῶν δύο ἀγνώστων ποσοτήτων.

Καθ' ὅμοιον τρόπον εὐρήσομεν·

$$\Pi_1 - K_1\sqrt{-1} = \frac{\sigma(a_1 + \beta_1\sqrt{-1})}{\Sigma'(a_1 + \beta_1\sqrt{-1})},$$

$$\Pi_2 - K_2\sqrt{-1} = \frac{\sigma(a_2 + \beta_2\sqrt{-1})}{\Sigma'(a_2 + \beta_2\sqrt{-1})},$$

$$\text{κ. τ. ἔ.} \quad \text{Ἔἴτα} \quad M_1 = 2\Pi_1, \quad N_1 = -2\Pi_1 a_1 + 2K_1\beta_1, \\ M_2 = 2\Pi_2, \quad N_2 = -2\Pi_2 a_2 + 2K_2\beta_2.$$

290. ὑποθέσωμεν ἤδη ὅτι ἡ ἐν § 287 τελεῖσα ἐξίσωσις $\Sigma(x) = 0$ ἔχει πλεοναξ ρίζας ἴσας τῇ πραγματικῇ ρίζῃ a .

Ἡ ἀνάλυσις τοῦ προτεθέντος κλάσματος $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$ ἀδύνατον γέ-

νέσθαι ὡς ἐν τῇ προηγουμένῃ περιπτώσει· διότι ἀδύνατον εὑρεῖν τιμὰς τῶν $\Lambda, \Lambda_1, \Lambda_2, \dots$, ἐπαληθευούσας τὴν ἰσότητα

$$\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)} = \frac{\Lambda}{x-a} + \frac{\Lambda_1}{x-a_1} + \frac{\Lambda_2}{x-a_2} + \dots$$

Ἐὰν ὄντι, ἐὰν ἀξώμεν ἅπαντας τοὺς ὅρους τοῦ δευτέρου μέλους εἰς ἓν κλάσμα, ὁ παρονομαστής τοῦ κλάσματος τούτου δὲν θέλει περιέχει $x-a$ ἢ εἰς τὴν πρώτην δύναμιν, ἐνῶ τὸ δυνάμειον τοῦτο εἰσέρχεται εἰς τὴν κτ' δύναμιν ἐν $\Sigma(x)$,

τὸ δὲ κλάσμα $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$ ὑποτίθεται ἀνάγωγον. Τὴν πρόκει- μένην ἀνάλυσιν ἐκτελοῦμεν ὡς ἐξῆς·

$$\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)} = \frac{\Lambda}{(x-a)^2} + \frac{\Lambda_1}{(x-a)^{2-1}} + \dots + \frac{\Lambda_{k-1}}{x-a} + \frac{T(x)}{\Phi(x)}$$

κα δηλοῦντος τὸν ἀριθμὸν τῶν ἰσαλλήλων ριζῶν $\Lambda, \Lambda_1, \Lambda_2, \dots, \Lambda_{k-1}$, δηλοῦντων σταθερὰς ὁριστέας $\Phi(x)$ τὸ γινόμενον ἁπάντων τῶν παραγόντων τοῦ παρονομασταῦ $\Sigma(x)$, πλὴν τοῦ $(x-a)^2$ ὅσπερ ἔχομεν $(x-a)^2 \times \Phi(x) = \Sigma(x)$. Τέλος, $T(x)$ ἐμφαίνει πολυώνυμον ὁλοσχερὲς εἰς x βεθμοῦ ἥττονος τῆς μεζζονος δυνάμεως τῆς x περιεχομένης ἐν $\Phi(x)$. Δῆλον ὅτι, ἀγομένων ἁπάντων τῶν κλασμάτων τοῦ δευτέρου μέλους ἐπὶ τὸν αὐτὸν παρονομαστήν, ἐσόμενον $\Sigma(x)$, δυνατόν ἀποκαταστήσαι ἰσομερῶς ἴσα ἀλλήλοις τὰ δύο μέλη διατιθεμένων τῶν ἀτρέπτων $\Lambda, \Lambda_1, \Lambda_2, \dots, \Lambda_{k-1}$. Ὅπως ὁρίσωμεν ἀπλούστερον τὰς τιμὰς τῶν τελευταίων τούτων, παρατηρητέον ὅτι, μετὰ τὴν ὡς προαίρηται ἀναγωγὴν ἐπὶ τὸν αὐτὸν παρονομαστήν, ἡ προηγουμένη ἐξίσωσις ἀποκαθίσταται

$$\sigma(x) = \Lambda \Phi(x) + \Lambda_1 (x-a) \Phi(x) + \Lambda_2 (x-a)^2 \Phi(x) + \dots + \Lambda_{k-1} (x-a)^{k-1} \Phi(x) + (x-a)^k T(x).$$

διαφορίζοντες αὐτὴν ἄπαξ, δις, τρις,, εἶτα καθιστών-τες $x = a$, συνάγομεν τὰς ἐξῆς·

$$\sigma(a) = \Lambda \Phi(a),$$

$$\sigma'(a) = \Lambda \Phi'(a) + \Lambda_1 \Phi(a),$$

$$\sigma''(a) = \Lambda \Phi''(a) + \Lambda_1 2\Phi'(a) + \Lambda_2 2\Phi(a),$$

$$\sigma'''(a) = \Lambda \Phi'''(a) + \Lambda_1 3\Phi''(a) + \Lambda_2 6\Phi'(a) + \Lambda_3 6\Phi(a),$$

.

δι' ὧν αἱ τιμαὶ τῶν $\Lambda, \Lambda_1, \Lambda_2, \dots, \Lambda_{k-1}$, λογιζόνται ἀλληλοδιαδόχως. Αἱ τιμαὶ αὗται ἐξαρτῶνται, ὡς δῆλον, ἀπὸ τῶν διαδοχικῶν συνεκθέσεων παραγομένων τῆς $\Phi(x)$, πηλικου τῆς διαιρέσεως τοῦ παρονομασταῦ $\Sigma(x)$ διὰ $(x-a)^k$, ἐπομένως δὲ οὐσῆς γνωστῆς.

Εἰ δὲ βουλόμεθα, ἀποφεύγομεν τὸν λογισμὸν τῆς συνεκθέσεως ταύτης. Πρὸς τοῦτο παρατηρητέον ὅτι, λαμβάνοντες ἐν τῇ ἐξίσωσει

$$\Sigma(x) = (x-a)^k \times \Phi(x),$$

τοὺς διαφορικοὺς συντελεστὰς ἢ συνεκθέσεις παραγομένας τῶν διαφορῶν τάξεων ἐκάστου μέλους, εὑρίσκομεν ἐν γένει δι' ἐκθεσιν τῆς παραγομένης συνεκθέσεως τάξεως οἰασθήποτε·

$$\begin{aligned} \Sigma^{(k)}(x) &= k(k-1)(k-2)\dots(k-i+1)(x-a)^{k-i}\Phi(x) \\ &+ i k(k-1)(k-2)\dots(k-i+2)(x-a)^{k-i+1}\Phi'(x) \\ &+ \frac{i(i-1)}{2} k(k-1)(k-2)\dots(k-i+3)(x-a)^{k-i+2}\Phi''(x) \\ &+ \frac{i(i-1)(i-2)}{2 \cdot 3} k(k-1)(k-2)\dots(k-i+4)(x-a)^{k-i+3}\Phi'''(x) \\ &+ \dots \\ &+ (x-a)^k \times \Phi^{(k)}(x). \end{aligned}$$

Ὅθεν βλέπομεν ἐναργῶς ὅτι, καθιστώντες $x = a$ ἐν ταῖς παραγομέναις συνεκθέσει τῶν τάξεων $k, k-1, \dots$, ἔχομεν·

$$\begin{aligned} \Sigma^{(k)}(a) &= k(k-1)(k-2)\dots 2 \cdot 1 \cdot \Phi^{(k)}(a), \\ \Sigma^{(k+1)}(a) &= (k-1)k(k-1)(k-2)\dots 2 \cdot 1 \cdot \Phi^{(k+1)}(a), \\ \Sigma^{(k+2)}(a) &= \frac{(k-2)(k-1)}{2} k(k-1)(k-2)\dots 2 \cdot 1 \cdot \Phi^{(k+2)}(a), \\ \Sigma^{(k+3)}(a) &= \frac{(k-3)(k-2)(k-1)}{2 \cdot 3} k(k-1)(k-2)\dots 2 \cdot 1 \cdot \Phi^{(k+3)}(a), \\ &\dots \end{aligned}$$

Ἐκ τῶν ἐξισώσεων τούτων ὀρίζονται αἱ ποσότητες $\Phi(a), \Phi'(a), \Phi''(a), \dots$, διὰ τῶν τιμῶν ἃς λαμβάνουσι αἱ παραγόμεναι συνεκθέσεις τῶν τάξεων $k, k-1, k-2, \dots$, τοῦ παρονομαστοῦ $\Sigma(x)$, ὅταν θέσωμεν ἐν αὐταῖς $x = a$.

291. Ὅταν ἡ ἐξίσωσις $\Sigma(x) = 0$ περιέχῃ καὶ ἑτέρας ῥίζας πραγματικὰς ἰσαλλήλους, π. χ., k ῥίζας ἴσας τῇ a_1 , τότε, ἕνεκα τοῦ παράγοντος $(x-a_1)^k$ ὑπάρχοντος ἐν τῷ πολυωνύμῳ $\Sigma(x)$, τὸ προτεθὲν κλάσμα $\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)}$, ἀναλυόμενον εἰς ἀπλᾶ κλάσματα, περιέξει τὰ ἑξῆς:

$$\frac{\Lambda}{(x-a_1)^k} + \frac{\Lambda_1}{(x-a_1)^{k-1}} + \frac{\Lambda_2}{(x-a_1)^{k-2}} + \dots + \frac{\Lambda_{k-1}}{x-a_1}$$

Πρὸς ὀρισμὸν δὲ τῶν ἀτρέπτων $\Lambda, \Lambda_1, \Lambda_2, \dots, \Lambda_{k-1}$, μεταχειρίζομεθα τοὺς ἀνωτέρω τύπους, ἐν οἷς θεωροῦμεν $\Phi(x)$ ὡς τὸ πηλίκον τῆς $\Sigma(x)$ διὰ τοῦ παράγοντος $(x-a_1)^k$ διαιρεθείσης. Καὶ οὕτω καθ' ἑξῆς, ὑπαρχουσῶν πλειόνων ῥιζῶν πραγματικῶν πολλαπλῶν.

292. Αἱ μέθοδοι αὗται εὐκόλως ἐφαρμόζονται καὶ ἐν τῇ περιπτώσει καθ' ἣν ἡ ἐξίσωσις $\Sigma(x) = 0$ ἔχει ῥίζας φανταστικὰς πολλαπλᾶς. Ἐστω $[(x-a)^2 + \beta^2]^k$ εἰς τῶν παραγόντων τοῦ πολυωνύμου $\Sigma(x)$ ὅπως μορφοῦμεν τὰ ἀπλᾶ κλάσματα ὑπάρχοντα ἕνεκα τοῦ παράγοντος τούτου, γράφομεν:

$$\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)} = \frac{Mx+N}{[(x-a)^2 + \beta^2]^k} + \frac{M_1x+N_1}{[(x-a)^2 + \beta^2]^{k-1}} + \dots + \frac{T(x)}{\Phi(x)}$$

$\Phi(x)$ δηλοῦντος τὸ γινόμενον ἀπάντων τῶν παραγόντων συγκρατούντων τὸ πολυώνυμον $\Sigma(x)$, πλὴν τοῦ $[(x-a)^2 + \beta^2]^k$. Μετὰ τὴν ἀναγωγὴν ἐπὶ τὸν αὐτὸν παρονομαστήν, ἡ ἐξίσωσις αὕτη καθίσταται:

$$\sigma(x) = (Mx+N)\Phi(x) + (M_1x+N_1)[(x-a)^2 + \beta^2]\Phi(x) + \dots + [(x-a)^2 + \beta^2]^k T(x).$$

Ἐὰν λάβωμεν τὰς διαδοχικὰς παραγομένας συνεκθέσεις, εἶτα δώσωμεν τῇ x τὰς τιμὰς $x = a \pm \beta\sqrt{-1}$, μηδενίζουσας τὸν παράγοντα $(x-a)^2 + \beta^2$, ἔξομεν τὸν ἱκανὸν ἀριθμὸν ἐξισώσεων πρὸς ὀρισμὸν τῶν ἀτρέπτων M καὶ N, M_1 καὶ N_1, M_2 καὶ N_2, \dots , παρατηροῦντες συγχρόνως ὅτι ἐκάστη τῶν ἐξισώσεων τούτων ἰσοδυναμεῖ πρὸς δύο, ἰσομένων χωριστὰ τῶν πραγματικῶν μερῶν καὶ χωριστὰ τῶν φανταστικῶν.

Οἱ αὐτοὶ συλλογισμοὶ χωροῦσι καὶ ὅταν ὁ παρονομαστής τοῦ προτεθέντος κλάσματος περιέχῃ ἑτέρας ῥίζας φανταστικὰς πολλαπλᾶς.

Δυνάμεθα προσέτι, ὡς ἐν τῇ περιπτώσει τῶν ἰσαλλήλων πραγματικῶν ῥιζῶν, ἀποφυγεῖν τὴν μὀρφωσιν τοῦ πηλίκου $\Phi(x)$ ποιῆσαι δὲ ὅπως ἐξαρτᾶται ἡ τιμὴ αὐτοῦ τε καὶ τῶν παραγομένων αὐτοῦ συνεκθέσεων, διὰ $x = a \pm \beta\sqrt{-1}$, ἀπὸ τῶν τιμῶν ἃς λαμβάνουσι, κατὰ τὴν αὐτὴν ὑπόθεσιν, αἱ παραγόμεναι τῆς $\Sigma(x)$. Ἄλλ' οἱ τύποι εἰσὶ μᾶλλον πολύπλοκοι τῶν τῆς προηγουμένης περιπτώσεως.

293. Ἔπονται διάφορα ὑποδείγματα ἀναλύσεως κλασμάτων χρησιμεύοντα πρὸς ἀσκῆσιν ἐπὶ τῶν προαποδοθέντων κανόνων.

- 1) $\frac{1-x}{6x-x^2-x^3} = \frac{2}{15(x-3)} - \frac{3}{10(x-2)} + \frac{1}{6x}$
- 2) $\frac{2x^2-9x+14}{x^3-6x^2+12x-8} = \frac{4}{(x-2)^3} - \frac{1}{(x-2)^2} + \frac{2}{x-2}$
- 3) $\frac{3x-1}{(x-2)^3} = \frac{5}{(x-2)^3} + \frac{3}{(x-2)^2}$

$$4) \frac{x^3 + x^2 + 2}{x^5 - 2x^3 + x} = \frac{1}{(x-1)^2} - \frac{3}{4(x-1)} - \frac{1}{2(x+1)^2} - \frac{5}{4(x+1)} + \frac{2}{x}$$

$$5) \frac{7x^3 - 24x^2 + 25x + 2}{x^4 - 5x^3 + 6x^2 + 4x - 8} = \frac{4}{(x-2)^3} + \frac{3}{(x-2)^2} + \frac{5}{x-2} + \frac{2}{x+1}$$

$$6) \frac{5x^2 - 18x + 25}{x^3 - 5x^2 + 3x + 9} = \frac{4}{(x-3)^2} + \frac{2}{x-3} + \frac{3}{x+1}$$

$$7) \frac{7x^2 + 9x + 19}{x^3 + x - 10} = \frac{2x + 3}{x^2 + 2x + 5} + \frac{5}{x-2}$$

$$8) \frac{x}{x^3 - 1} = \frac{-x + 1}{3(x^2 + x + 1)} + \frac{1}{3(x-1)}$$

$$9) \frac{x^2 - x + 1}{x^3 + x^2 + x + 1} = \frac{x + 1}{2(x^2 + 1)} + \frac{3}{2(x+1)}$$

$$10) \frac{7x^6 + 18x^4 + 2x^3 + 16x^2 + 2x + 4}{x^7 + 3x^6 + 3x^3 + x} = \frac{x}{(x^2 + 1)^3} + \frac{2}{(x^2 + 1)^2} + \frac{3x}{x^2 + 1} + \frac{4}{x}$$

$$11) \frac{-x^4 + 3x^3 - 4x^2 + 4x - 3}{x^5 - 5x^4 + 12x^3 - 10x^2 + 12x - 4} = \frac{x + 1}{(x^2 - 2x + 2)^2} - \frac{1}{x^3 - 2x + 2} + \frac{1}{x - 1}$$

$$12) \frac{1}{x^9 + x^8 + 4x^7 + 4x^6 + 5x^5 + 5x^4 + 2x^3 + 2x^2} = \frac{x-1}{2(x^2+1)^2} + \frac{x-1}{4(x^2+1)} + \frac{1}{2x^2} + \frac{1}{2x} + \frac{x-1}{6(x^2+2)} + \frac{1}{12(x+1)}$$

$$13) \frac{2x - 1}{x^7 - 7x^6 + 20x^5 - 32x^4 + 35x^3 - 29x^2 + 16x - 4} = \frac{1}{2(x-1)^3} + \frac{3}{2(x-1)^2} + \frac{7}{4(x-1)} + \frac{3}{5(x-2)^2} - \frac{47}{25(x-2)} + \frac{13x-9}{100(x^2+1)}$$

294. Ασχοληθῶμεν ἤδη περὶ τὴν ὀλοκλήρωσιν τῆς κλασματικῆς διαφορικῆς συνεκθέσεως [287]

$$\frac{\sigma(x)}{\Sigma(x)} \delta x, \quad \eta \quad \delta \psi = \frac{\alpha x^\mu + \beta x^{\mu-1} + \gamma x^{\mu-2} + \dots + \rho}{x^\nu + \pi x^{\nu-1} + \kappa x^{\nu-2} + \dots + \tau} \delta x.$$

Ἡ εἰς ἀπλούστερα κλάσματα ἀνάλυσις τοῦ τοιούτου κλάσματος κατὰ τὰς προαποδοθείσας μεθόδους, ἀγεί ἀείποτε τὴν περὶ τῆς λόγος ὀλοκλήρωσιν εἰς τὴν ὀλοκλήρωσιν ἐκθέσεων ἔχουσῶν μίαν τῶν ἐξῆς μορφῶν·

$$\frac{P \delta x}{x-a}, \quad \frac{P \delta x}{(x-a)^2}, \quad \frac{(Mx+N) \delta x}{(x-a)^2 + \beta^2}, \quad \frac{(Mx+N) \delta x}{[(x-a)^2 + \beta^2]^2}$$

Θεωρήσωμεν διαδοχικῶς ἐκάστην τῶν ἐκθέσεων τούτων.
1ον. Ἡ πρώτη δίδει ἀμέσως, κατὰ § 279,

$$\int \frac{P \delta x}{x-a} = P \lambda (x-a) + A.$$

2ον. Διὰ τὴν δευτέραν εὐρίσκομεν·

$$\int \frac{P \delta x}{(x-a)^2} = -\frac{P}{(x-a)^{2-1}} + A.$$

3ον. Τὴν τρίτην ἀναλύομεν ὡς ἐξῆς·

$$\frac{(Mx+N) \delta x}{(x-a)^2 + \beta^2} = \frac{M(x-a) \delta x}{(x-a)^2 + \beta^2} + \frac{(Ma-N) \delta x}{(x-a)^2 + \beta^2}.$$

Τὸ πρῶτον τῶν δύο τούτων νέων κλασμάτων, ἔχον ἀριθ-

μητὴν τὸ γινόμενον τοῦ Μ ἐπὶ τὸ ἥμισυ τοῦ διαφορικοῦ τοῦ παρονομαστοῦ, εἶναι τὸ διαφορικὸν τῆς ἐκθέσεως

$$\frac{M}{2} \lambda [(x-a)^2 + \beta^2].$$

Πρὸς ὀλοκλήρωσιν τοῦ δευτέρου κλάσματος, καλοῦμεν

$$x - a = \beta\tau, \quad \delta x = \beta\delta\tau.$$

Ὁὕτω καθίσταται $\frac{Mx + N}{\beta} \times \frac{\delta\tau}{1 + \tau^2},$

ἔπερ εἶναι τὸ διαφορικὸν τοῦ $\frac{Mx + N}{\beta}$ τὸξ ἐφ τ.

Ἄρα

$$\int \frac{(Mx + N)\delta x}{(x-a)^2 + \beta^2} =$$

$$\frac{M}{2} \lambda [(x-a)^2 + \beta^2] + \frac{Mx + N}{\beta} \text{ τὸξ ἐφ } \frac{x-a}{\beta} + A.$$

Ἐν. Τὸ τελευταῖον διαφορικὸν ἀναλύεται ὡς ἐξῆς:

$$\frac{(Mx + N)\delta x}{[(x-a)^2 + \beta^2]^k} = \frac{M(x-a)\delta x}{[(x-a)^2 + \beta^2]^k} + \frac{(Ma + N)\delta x}{[(x-a)^2 + \beta^2]^k}.$$

Τοῦ μὲν πρώτου μέρους τὸ ὀλοκληρωτικὸν εἶναι προφανῶς

$$A = \frac{M}{2(k-1) [(x-a)^2 + \beta^2]^{k-1}}.$$

Τοῦ δὲ δευτέρου μέρους

$$\frac{(Ma + N)\delta x}{[(x-a)^2 + \beta^2]^k} = \frac{\frac{Ma + N}{\beta^{2k-1}} \frac{\delta x}{\beta}}{\left[\left(\frac{x-a}{\beta} \right)^2 + 1 \right]^k},$$

ἡ ὀλοκλήρωσις ἐκτελεῖται ὡς ἐξῆς.

Ἔθετομεν $\frac{x-a}{\beta} = \tau,$ ὅθεν $\frac{\delta x}{\beta} = \delta\tau$ τὸ τελευταῖον τοῦτο διαφορικὸν ἀποκαθίσταται

$$\frac{Ma + N}{\beta^{2k-1}} \times \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^k}.$$

Ἄρα, πρόκειται ὀλοκληρῶσαι τὴν διαφορικὴν συνέκθεσιν

$$\frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^k},$$

ἥτις, τῇ ἐν τῷ ἀριθμητῇ προσθέσει καὶ ἀφαιρέσει $\tau^2\delta\tau,$ ἀγεται ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^{k-1}} - \frac{\tau^2\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^k}.$$

Ἄρα ἔχομεν

$$\int \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^k} = \int \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^{k-1}} - \int \frac{\tau^2\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^k}.$$

Θεωροῦντες ἐν τῷ ὀλοκληρωτικῷ $\int \frac{\tau^2\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^k}$ τοὺς δύο

παράγοντας $\frac{\tau}{2}$ καὶ $\frac{2\tau\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^k},$ καὶ ἐφαρμόζοντες τὴν μέθοδον τῆς μοιρικῆς ὀλοκληρώσεως, λαμβάνομεν

$$\int \frac{\tau^2\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^k} = -\frac{\tau}{2} \frac{1}{(k-1)(\tau^2 + 1)^{k-1}} + \int \frac{\delta\tau}{2} \frac{1}{(k-1)(\tau^2 + 1)^{k-1}}.$$

Ἀντισταθόντες ἡδὴ ἐν τῇ προηγουμένῃ ἐξισώσει,

$$\int \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^x} = \frac{\tau}{2(x-1)(\tau^2 + 1)^{x-1}} + \frac{2x-3}{2(x-1)} \int \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^{x-1}}$$

Άρα, τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικὸν ἐξαρτᾶται ἀφ' ἐτέρου τῆς αὐτῆς φύσεως, ἐν ᾗ ὁ δείκτης x τοῦ παρονομαστοῦ ἠλαττώθη κατὰ μονάδα. Ἐξακολουθοῦντες κατὰ τὸν αὐτὸν τρόπον μορφοῦμεν τὸν ἐξῆς τύπον ἐκθέτοντα τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικόν,

$$\int \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^x} = \frac{\tau}{2(x-1)(\tau^2 + 1)^{x-1}} \left[1 + \frac{2x-3}{2x-4}(\tau^2 + 1) + \frac{2x-3}{2x-4} \frac{2x-5}{2x-6}(\tau^2 + 1)^2 + \dots + \frac{2x-3}{2x-4} \frac{2x-5}{2x-6} \dots \frac{1}{2} (\tau^2 + 1)^{x-2} \right] + \frac{2x-3}{2x-2} \frac{2x-5}{2x-4} \dots \frac{1}{2} \tau \delta\tau + \Lambda.$$

Τέλος, πολυπλασιαζομένης τῆς ἐκθέσεως ταύτης ἐπὶ $\frac{M\alpha + N}{\beta^{2x-1}}$

καὶ ἀντικαθισταμένου $\frac{x-a}{\beta}$ ἀντὶ τ , μορφοθήσεται τὸ

ὀλοκληρωτικὸν τοῦ δευτέρου μέρους τῆς προτεθείσης διαφορικῆς συνεχέσεως.

Λυνάμεθα προτέτι εὐρεῖν τὸ $\int \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^x}$ καὶ ὡς ἐξῆς

θέτομεν $u = \tau \delta\tau$, καὶ ἔχομεν

$$\delta u = \frac{\delta\tau}{\tau^2 + 1}, \quad \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^x}, \quad \frac{\delta u}{(\tau^2 + 1)^{x-1}}$$

$$\frac{1}{\tau^2 + 1} = \text{συν}^2 u, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^x} = \text{συν}^{2x-2} u \delta u.$$

$$\text{ἄρα} \quad \int \frac{\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^x} = \int \text{συν}^{2x-2} u \delta u.$$

Ἀκολουθῶς θέλομεν ἰδεῖ διαφόρους τρόπους δι' ὧν λαμβάνομεν τὸ

$$\int \text{συν}^{2x-2} u \delta u.$$

295. Διὰ τῶν ἐκτεθεισῶν μεθόδων ὀλοκληροῦμεν πᾶσαν συνέχθεισιν διαφορικὴν λογικὴν. Ἔπονται διάφορα ὑποδείγματα πρὸς ἄσκησιν.

$$1) \quad \int \frac{a\delta x}{x^2 - a^2} = \lambda \sqrt{\frac{x-a}{x+a}} + \Lambda.$$

$$2) \quad \int \frac{(a^2 + 6x^2)\delta x}{a^2x - x^3} = a\lambda x - (a+6)\lambda \sqrt{a^2 - x^2} + \Lambda.$$

$$3) \quad \int \frac{(3x-5)\delta x}{x^3 - 6x + 8} = \lambda \frac{\sqrt{(x-4)^2}}{\sqrt{x-2}} + \Lambda.$$

$$4) \quad \int \frac{x\delta x}{x^2 + 4ax + 6^2} = \frac{2a + \sqrt{4a^2 + 6^2}}{2\sqrt{4a^2 + 6^2}} \lambda(x + 2a + \sqrt{4a^2 + 6^2}) - \frac{2a - \sqrt{4a^2 + 6^2}}{2\sqrt{4a^2 + 6^2}} \lambda(x + 2a - \sqrt{4a^2 + 6^2}) + \Lambda.$$

$$5) \quad \int \frac{2ax\delta x}{(x+a)^2} = \frac{2a^2}{a+x} + 2a\lambda(a+x) + \Lambda.$$

$$6) \int \frac{x^2 \delta x}{x^3 - ax^2 - a^2x + a^3} = \int \frac{x^2 \delta x}{(x-a)^2(x+a)}$$

$$= -\frac{a}{2(x-a)} + \frac{1}{3} \lambda(x-a) + \frac{1}{3} \lambda(x+a) + \Lambda$$

$$= -\frac{a}{2(x-a)} + \lambda \sqrt{(x-a)^2(x+a)} + \Lambda.$$

$$7) \int \frac{a \delta x}{(x^2-1)^2} = \frac{1}{4} a \left[-\frac{1}{x-1} - \frac{1}{x+1} - \lambda(x-1) + \lambda(x+1) \right] + \Lambda.$$

$$8) \int \frac{(a+\beta x) \delta x}{x^3-1} = \frac{a+\beta}{3} \lambda(x-1) - \frac{(a+\beta)}{3} \lambda \sqrt{x^2+x+1}$$

$$+ \frac{(\beta-a)}{\sqrt{3}} \tau \xi \epsilon \rho \frac{x-1}{\sqrt{\frac{1}{3}}} + \Lambda.$$

$$9) \int \frac{\delta x}{x^8+x^7-x^4-x^3} = \int \frac{\delta x}{x^3(x-1)(x+1)^2(x^2+1)}$$

$$= \frac{2-2x-5x^2}{4x^2(1+x)} + \frac{1}{6} \lambda \left(\frac{x^2-1}{x^3-1} \right) + \lambda \left(\frac{x+1}{x} \right) - \frac{1}{4} \tau \xi \epsilon \rho x + \Lambda.$$

$$10) \int \frac{(3-2x) \delta x}{x^2-x-2} = -\frac{1}{3} \lambda(x+1) - \frac{1}{3} \lambda(x-2) + \Lambda$$

$$= \Lambda + \lambda \frac{1}{\sqrt{(x+1)^2(x-2)}}.$$

$$11) \int \frac{\delta x}{a^2-x^2} = \frac{1}{2a} \lambda \left(\Lambda \frac{x+a}{x-a} \right).$$

$$12) \int \frac{(3x+7) \delta x}{2x^2-3x+5} =$$

$$\frac{1}{2} \lambda (2x^2-3x+5) + \frac{37}{21 \cdot 31} \tau \xi \epsilon \rho \frac{4x-3}{1 \cdot 31} + \Lambda.$$

Γ'. ΠΕΡΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΕΩΣ ΤΩΝ ΑΛΓΕΒΡΙΚΩΝ ΕΚΜΕΤΡΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ.

296. Λι άλγεβρικοί εκμετροι συνεκθέσεις διαφορικοί εν γένει δέν είναι πάντοτε επίδεικτικοί ολοκληρώσεως πεπερα-
σμένης. Λι πρός ολοκλήρωσιν αὐτῶν εν χρήσει μέθοδοι συνί-
στανται κυρίως εις τήν αντικατάστασιν τῆς μεταβλητῆς x,
καθ' ἣν τὸ προτεθέν διαφορικὸν ἐμορφώθη, ὑπὸ ἐτέρας τ' μεταξὺ
δὲ τῶν δύο τούτων μεταβλητῶν συνιστάται σχέσις τοιαύτη,
ὅπως τῇ ἀντεισαγωγῇ τῶν τιμῶν τῶν x καὶ δx συνεκ-
θέσει τῶν τ καὶ δτ, ἡ προτεθείσα συνέκθεσις ἀποκατασταθῇ
λογικῆ.

Ἡ εὐρύτερα περίπτωσις καθ' ἣν ἡ ἐπιτυχία τῶν τοιούτων
μεταμορφώσεων μάλλον ἐστὶ βεβαία, εἶναι ὅταν τῇ προτεθείσῃ
συνεκθέσει ἐμφιλοχωρῇ ἐν ριζικῶν δευτεροβάθμιον, ὑφ' ὃ ὑπάρχει
πολυώνυμον μηδ' αὐτὸ ὑπερβαῖνον τὸν δεύτερον βαθμὸν, ὡς
 $\sqrt{a+\beta x+\gamma x^2}$, ἐνῶ α, β, γ, δηλοῦσι ποσὰ ἄτρεπτα οἰαδή-
ποτε. Λι τοιαῦται συνεκθέσεις ἀείποτε ἀποκαθίστανται λογι-
καί, ἐπομένως δὲ ολοκληροῦνται διὰ τῶν προαποδοθεισῶν
μεθόδων.

297. Πρῶτον ὑποθέσομεν πρὸ τοῦ ὑπορρίζου ἔρου γx^2
ὑπάρχον τὸ σημεῖον +. Ἐστω τ νέα τις μεταβλητῆ. θέτομεν

$$\sqrt{a+\beta x+\gamma x^2} = \tau - \sqrt{\gamma} x, \quad \eta \quad a+\beta x = \tau^2 - 2\sqrt{\gamma} \tau x'$$

ὅθεν

$$x = \frac{\tau^2 - a}{2\sqrt{\gamma} \tau - \beta}, \quad \delta x = \frac{2(\sqrt{\gamma} \tau^2 + \beta \tau - a\sqrt{\gamma}) \delta \tau}{(2\sqrt{\gamma} \tau - \beta)^2}.$$

Λι τιμαὶ αὗται ἀντεισαγόμεναι ἐν τῷ τεθέντι διαφορικῷ,
ἀποκαθιπτῶσιν αὐτὸ λογικόν· διότι λαμβάνομεν

$$\sqrt{a+\beta x+\gamma x^2} = \frac{\sqrt{\gamma} \tau^2 + \beta \tau - a\sqrt{\gamma}}{2\sqrt{\gamma} \tau - \beta}.$$

ΣΗΜ. Ἐπίσης ἐπιτυγχάνομεν τὸ ἀποκαθιστάμεν τὸ
ρίζικόν $\sqrt{a+\beta x+\gamma x^2} = \tau + \sqrt{\gamma} x.$

Τὸ προτεθὲν διαφορικὸν ἀποκαθίσταται ἐπίσης λογικὸν τῆ ὑποθέσει

$$\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2} = \sqrt{a + \tau^2}$$

ὅθεν

$$x = \frac{2\sqrt{a}\tau - \beta}{\gamma - \tau^2}, \quad \delta x = \frac{2(\tau^2\sqrt{a} - \beta\tau - \gamma\sqrt{a})}{(\gamma - \tau^2)^2} \delta\tau$$

$$\text{καὶ} \quad \sqrt{a + \beta x + \gamma x^2} = \frac{\sqrt{a}\tau^2 - \beta\tau - \gamma\sqrt{a}}{\gamma - \tau^2}$$

Παρατηρητέον ὅμως ὅτι, τὸ προτεθὲν ἀπειροστὸν ἀποκαθίσταται μὲν καὶ αὐθις λογικὸν, ἀλλ' ὁ μετασχηματισμὸς οὗτος εἰσάγει ποσὰ φανταστικά ὅταν α ᾖ ἀρνητικόν.

Ἐπάρχει καὶ τρίτος μετασχηματισμὸς οὗτινος χρῆσιν ποιούμεν ὅταν αἱ ρίζαι τοῦ τριωνύμου $a + \beta x + \gamma x^2$ ᾖσαι πραγματικά· ὅπερ ἀείποτε ὑπάρχει ὡσάντις ἡ προηγουμένη μεταμόρφωσις δὲν ἐκτελεῖται εἰς ποσὰ πραγματικά. Ἐστω

$$a + \beta x + \gamma x^2 = \gamma(x - \rho)(x - \rho')$$

τῶν ριζῶν ρ καὶ ρ' οὐσῶν πραγματικῶν. Θέτομεν

$$\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2} = \sqrt{\gamma(x - \rho)\tau}, \quad \eta \quad x - \rho' = (x - \rho)\tau^2$$

Συνάγομεν δὲ ἐντεῦθεν·

$$x = \frac{\rho' - \rho\tau^2}{1 - \tau^2}, \quad \delta x = \frac{2\tau(\rho' - \rho)}{(1 - \tau^2)^2} \delta\tau$$

$$\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2} = \frac{\sqrt{\gamma(\rho' - \rho)\tau}}{1 - \tau^2}$$

298. Τεθείσθω ἤδη πρὸ τοῦ ὑπορρίζου ἔρου γx^2 ὑπάρχον τὸ σημεῖον — . Ὅπως ἀποκαταστήσωμεν λογικὴν τὴν τεθείσσαν διαφορικὴν ἐκθεσιν, δὲν δυνάμεθα ποιῆσαι χρῆσιν τῆς πρώτης τῶν τριῶν προεκτεθεισῶν μεταμορφώσεων. Ὅταν α ᾖ ποσότης θετικῆ ποιούμεν χρῆσιν τοῦ δευτέρου μετασχηματισμοῦ ἧτοι θέτομεν

$$\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2} = x\tau - \sqrt{a}, \quad \eta \quad \beta - \gamma x = x\tau^2 - 2\sqrt{a}\tau$$

ὅθεν

$$x = \frac{\beta + 2\sqrt{a}\tau}{\gamma + \tau^2}, \quad \delta x = \frac{2(\gamma\sqrt{a} - \beta\tau - \sqrt{a}\tau^2)}{(\gamma + \tau^2)^2} \delta\tau$$

Τέλος, ὅταν α ᾖ ἀρνητικόν, αἱ ρίζαι τοῦ τριωνύμου $a + \beta x + \gamma x^2$ ἔσονται πραγματικά· ἄλλως τὸ ρίζικόν $\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2}$ ἤθελεν εἶσθαι φανταστικόν. Ἐννοεῖται δὲ ἐνταῦθα ὅτι ἐργαζόμεθα ἐπὶ ποσῶν πραγματικῶν. Τότε ποιούμεν χρῆσιν τοῦ τρίτου μετασχηματισμοῦ μὴ ἀπαιτουμένου ἢ τὴν πραγματικότητα τῶν ριζῶν τοῦ τριωνύμου. Θέτομεν

$$\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2} = \sqrt{\gamma(x - \rho)(\rho' - x)} = \sqrt{\gamma(x - \rho)\tau}$$

$$\eta \quad \rho' - x = (x - \rho)\tau^2$$

ὅθεν συνάγομεν

$$x = \frac{\rho\tau^2 + \rho'}{1 + \tau^2}, \quad \delta x = \frac{2(\rho - \rho')\tau}{(1 + \tau^2)^2} \delta\tau$$

Αἱ τιμαὶ αὗται ἀποκαθιστῶσαι λογικὸν τὸ προτεθὲν ἀπειροστὸν μὴ εἰσάγουσαι ἐν αὐτῷ ποσὰ φανταστικά.

299. Λιὰ τῶν προλαβουσῶν μεθόδων ὑλοκληροῦμεν, ἀποκαθιστῶντες λογικὴν, πᾶσαν ἀλγεβρικὴν συνέκθεσιν, ὡς

$$\Sigma(x, \sqrt{x + a}, \sqrt{x + \beta}) \delta x,$$

περιεκτικὴν δύο ρίζικῶν δευτεροβάθμιων ὑφ' ἃ ὑπάρχουσι δύο διάφορα διώνυμα τοῦ πρώτου βαθμοῦ. Πρὸς τοῦτο γραπτέον

$$\sqrt{a + x} = \tau, \quad \delta\tau \text{ συνάγομεν}$$

$$x = \tau^2 - a, \quad \delta x = 2\tau\delta\tau, \quad \sqrt{\beta + x} = \sqrt{\tau^2 + \beta - a}$$

Ἐντεῦθεν τῶν τιμῶν τούτων ἐν τῇ προτεθείσῃ διαφορικῇ συνέκθεσει, τὸ πρῶτον ρίζικόν ἀφανισθήσεται· μενεῖ δὲ ἐν μόνον ρίζικόν δευτεροβάθμιον ὑφ' ἃ ὑπάρχει ἐκθεσις

δευτεροβάθμιος εις τ. Ούτως εύρισκόμεθα έν τῇ προηγουμένη περιπτώσει.

300. Εφαρμόσωμεν ἤδη τοὺς μετασχηματισμοὺς τούτους εἰς τινὰ ὑποδείγματα ἀπλά.

*Ἐστω
$$\delta\psi = \frac{\delta x}{\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2}}.$$

Διὰ τοῦ έν § 297 πρώτου μετασχηματισμοῦ τὸ διαφορικὸν τοῦτο τρέπεται εἰς

$$\delta\psi = \frac{2\delta\tau}{2\sqrt{\gamma}\tau + \beta}.$$

*Ἄρα
$$\int \frac{\delta x}{\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2}} = \int \frac{2\delta\tau}{2\sqrt{\gamma}\tau + \beta} \cdot \frac{1}{\sqrt{\gamma}(\lambda(2\sqrt{\gamma}\tau + \beta) + \Lambda)}.$$

*Ἢ, ἀντεισάγοντες τὴν εἰς x τιμὴν τῆς τ,

$$\psi = \frac{1}{\sqrt{\gamma}} \lambda(\beta + 2\gamma x + 2\sqrt{\gamma}\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2}) + \Lambda,$$

ἢ καὶ

$$\psi = \frac{1}{\sqrt{\gamma}} \lambda\left(\frac{\beta}{2\sqrt{\gamma}} + \sqrt{\gamma} \cdot x + \sqrt{a + \beta x + \gamma x^2}\right) + \Lambda.$$

301. *Ἐστω προσέτι

$$\delta\psi = \frac{\delta x}{\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2}}.$$

Διὰ τοῦ πρώτου έν § 298 μετασχηματισμοῦ τρέπομεν τὸ διαφορικὸν τοῦτο εἰς

$$\delta\psi = \frac{2\delta\tau}{\gamma + \tau^2}, \quad \text{ἢ} \quad \delta\psi = \frac{2}{\sqrt{\gamma}} \cdot \frac{\frac{\delta\tau}{\sqrt{\gamma}}}{1 + \frac{\tau^2}{\gamma}}.$$

*Ἄρα
$$\int \frac{\delta x}{\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2}} = \Lambda - \frac{2}{\sqrt{\gamma}} \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\phi \frac{\tau}{\sqrt{\gamma}}$$

$$= \Lambda - \frac{2}{\sqrt{\gamma}} \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\phi \frac{\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2} + \sqrt{a}}{\sqrt{\gamma} \cdot x}.$$

Ποιήσωμεν ἤδη χρῆσιν τῆς έν τῷ αὐτῷ χωρίῳ δευτέρας μεταμορφώσεως, ὑποθέτοντες τὰς ῥίζας τοῦ ὑποῤῥίζου τριωνύμου πραγματικάς. Τὸ προτεθὲν διαφορικὸν ἀποκαθίσταται,

$$\delta\psi = -\frac{2}{\sqrt{\gamma}} \cdot \frac{\delta\tau}{1 + \tau^2}.$$

*Ἄρα
$$\int \frac{\delta x}{\sqrt{a + \beta x + \gamma x^2}} = \Lambda - \frac{2}{\sqrt{\gamma}} \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\phi \sqrt{\frac{\rho' - x}{x - \rho}}$$

ἢ, ἐπειδὴ ρ καὶ ρ' εἰσὶν αἱ δύο ῥίζαι τῆς ἐξισώσεως

$$x^2 - \frac{\beta}{\gamma} x - \frac{a}{\gamma} = 0,$$

$$\psi = \Lambda - \frac{2}{\sqrt{\gamma}} \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\phi \sqrt{\frac{-2\gamma x - \beta + \sqrt{4\alpha\gamma - \beta^2}}{2\gamma x - \beta + \sqrt{4\alpha\gamma - \beta^2}}}$$

$$= \Lambda - \frac{1}{\sqrt{\gamma}} \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\phi \frac{\sqrt{1 - \left(\frac{2\gamma x - \beta}{\sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma}}\right)^2}}{\left(\frac{2\gamma x - \beta}{\sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma}}\right)}$$

$$= \Lambda - \frac{1}{\sqrt{\gamma}} \tau \acute{\omicron}\xi \text{ συν} \frac{2\gamma x - \beta}{\sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma}}$$

$$= \Lambda + \frac{1}{\sqrt{\gamma}} \tau \acute{\omicron}\xi \text{ ἡμ.} \frac{2\gamma x - \beta}{\sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma}}.$$

302. Έστω
$$\delta\psi = \frac{\delta x}{\sqrt{1 + x^2}}$$

Έκ τοῦ ἐν § 300 ἐξαγομένου, καθιστῶντες ἐν αὐτῷ $a = 1, b = 0, \gamma = 1$, λαμβάνομεν

$$\int \frac{\delta x}{\sqrt{1 + x^2}} = \lambda(x + \sqrt{1 + x^2}) + \Lambda.$$

303. Ὄταν τὸ προτεθὲν διαφορικὸν ᾖναι

$$\delta\psi = \frac{\delta x}{\sqrt{1 - x^2}},$$

γινώσκομεν ὅτι [278] $\psi = \tau\acute{o}\xi \acute{\eta}\mu. x + \Lambda.$

Τῷ ὄντι, ὁ πρῶτος τύπος τοῦ § 301 δίδει

$$\int \frac{\delta x}{\sqrt{1 - x^2}} = \Lambda - 2 \tau\acute{o}\xi \acute{\epsilon}\rho \frac{1 + \sqrt{1 - x^2}}{x}.$$

Έστω $\tau\acute{o}\xi \acute{\eta}\mu. x = \varphi$ ἡ ἐκθεσις αὕτη ἄγεται εἰς

$$\begin{aligned} \int \frac{\delta x}{\sqrt{1 - x^2}} &= \Lambda - 2 \tau\acute{o}\xi \acute{\epsilon}\rho \frac{1 + \sin \varphi}{\acute{\eta}\mu. \varphi} \\ &= \Lambda - 2 \tau\acute{o}\xi \acute{\epsilon}\rho \frac{\sin \frac{1}{2} \varphi}{\acute{\eta}\mu. \frac{1}{2} \varphi} = \Lambda + \tau\acute{o}\xi \acute{\eta}\mu. x. \end{aligned}$$

Τὸ αὐτὸ ἐξαγομένον λαμβάνομεν καὶ ἐκ τοῦ ἐν τῷ αὐτῷ χωρίῳ δευτέρου τύπου, τῇ ὑποθέσει $a = 1, b = 0, \gamma = 1$. ἔτσι

$$\int \frac{\delta x}{\sqrt{1 - x^2}} = \Lambda - \tau\acute{o}\xi \sin x = \Lambda + \tau\acute{o}\xi \acute{\eta}\mu. x.$$

304. Πολλάκις παρουσιάζονται πρὸς ὀλοκλήρωσιν ἐκθέσεις τοῦ σχήματος

$$\frac{(\nu x + \mu)\delta x}{\sqrt{a + bx - x^2}}.$$

Τότε εἰσάγομεν ἐν τῷ ἀριθμητῇ τὸ διαφορικὸν τῆς ὑποβίζου ποσότητος καὶ ἀναλύομεν τὸ προτεθὲν διαφορικὸν τοῦτο εἰς τὰ ἐξῆς δύο·

$$\frac{\nu \left(x - \frac{b}{2}\right) \delta x}{\sqrt{a + bx - x^2}} + \frac{\left(\mu + \frac{\nu b}{2}\right) \delta x}{\sqrt{a + bx - x^2}},$$

τοῦ πρώτου τῶν ὁποίων τὸ ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$-\nu \sqrt{a + bx - x^2},$$

τὸ δεύτερον δὲ ὑπάγεται εἰς τὴν προηγουμένην περίπτωσιν.

305. Παρατηρητέον προσέτι ὅτι ἡ ὀλοκλήρωσις τοῦ ἀπειροστοῦ

$$\delta\psi = \frac{\delta x}{\sqrt{a + bx - \gamma x^2}},$$

ἐκτελεῖται ἀπλούστερον ἢ διὰ τῶν προηγουμένων μεταμορφώσεων, ἀγομένου αὐτοῦ ἀμέσως ὑπὸ τὴν μορφήν $\frac{\delta \tau}{\sqrt{1 - \tau^2}}$,

ὡς ἐξῆς·

$$\begin{aligned} \int \frac{\delta x}{\sqrt{a + bx - \gamma x^2}} &= \frac{\delta x}{\sqrt{\gamma} \sqrt{\frac{a}{\gamma} + \frac{b}{\gamma} x - x^2}} \\ &= \frac{\delta x}{\sqrt{\gamma} \sqrt{\frac{a}{\gamma} + \frac{b^2}{4\gamma^2} - \left(x - \frac{b}{2\gamma}\right)^2}} \\ &= \frac{1}{\sqrt{\gamma}} \frac{\frac{\delta x}{P}}{\sqrt{1 - \left(\frac{x - \frac{b}{2\gamma}}{P}\right)^2}}, \end{aligned}$$

καλοῦντες πρὸς συντομίαν, $\sqrt{\frac{\alpha}{\gamma} + \frac{\beta^2}{4\gamma^2}} = P.$ Ἄρα,

$$\int \frac{\delta x}{\sqrt{\alpha + \beta x - \gamma x^2}} = \Lambda + \frac{1}{\sqrt{\gamma}} \text{τόξ ἡμ.} \frac{x - \frac{\beta}{2\gamma}}{\sqrt{\frac{\alpha}{\gamma} + \frac{\beta^2}{4\gamma^2}}}$$

$$\int \frac{\delta x}{\sqrt{\alpha + \beta x - \gamma x^2}} = \Lambda + \frac{1}{\sqrt{\gamma}} \text{τόξ ἡμ.} \frac{2\gamma x - \beta}{\sqrt{4\alpha\gamma - \beta^2}}$$

306. Τὰ ἐξῆς ὑποδείγματα προτείνονται πρὸς ἀσκῆσιν.

1) $\delta\psi = \frac{\delta x}{x\sqrt{\alpha + \beta x + \gamma x^2}}$

Τρέπόμενον εἰς $\frac{2\delta\tau}{\sqrt{\gamma}(\tau^2 - \alpha)}$, ὁλοκληροῦται ὡς κλάσμα λογικόν.

2) $\delta\psi = \delta x \sqrt{a^2 + x^2}$

Τρέπεται εἰς $\frac{(\tau^2 + a^2)^2}{4\tau^3} \delta\tau$, καὶ ὁλοκληροῦται ὡς ἐκθεσις λογική.

3) $\delta\psi = \delta x \sqrt{2ax - x^2}$

Τρέπεται εἰς $\frac{8a^2\tau^2\delta\tau}{(\tau^2 + 1)^3}$, καὶ ὁλοκληροῦται διὰ τῆς μεθόδου τῶν λογικῶν κλασμάτων.

307. Ὀμιλήσωμεν ἤδη περὶ ὁλοκληρώσεως τῶν ἐκμέτρων μονωνύμων διαφορικῶν. Αἱ τιαυταὶ ἐκθέσεις ἀείποτε ἀποκαθίστανται λογικαί. Π. γ., ἐάν ἔχωμεν ἀλγεβρικήν τινα

συνέκθεσιν τῶν ποσοτήτων x^{μ} , x^{π} , x^{ρ} , ..., ὅπως ἀποκαταστήσωμεν αὐτήν λογικὴν, σὺν τῷ δx , θετέον $x = \tau^{\nu\alpha\sigma}$.

Ἐξομεν οὕτω $\delta x = \nu\alpha\sigma \dots \tau^{\nu\alpha\sigma} \dots - 1 \delta\tau$, ἅπαντα δὲ τὰ μονώνυμα x^{μ} , x^{π} , ..., ἀποκατασταθήσονται λογικά.

*Ἐστω $\frac{\sqrt{x - \frac{1}{3}\alpha}}{\sqrt{x - \sqrt{x}}} \delta x = \frac{x^{\frac{1}{2}} - \frac{1}{3}\alpha}{x^{\frac{1}{2}} - x^{\frac{1}{2}}} \delta x$.

Διὰ τῆς προεκτεθείσης μεθόδου μεταμορφοῦμεν αὐτὸ εἰς τὸ ἐξῆς,

$$\frac{6\tau^6 - 2\alpha\tau^3}{1 - \tau} \delta\tau,$$

ὅπερ γινώσκομεν ὁλοκληρῶσαι. Εἶτα δὲ ἀντιστακτέον ἀντὶ τὴν εἰς x τιμὴν τῆς βοηθητικῆς ταύτης μεταβλητῆς.

*Ἐστω προσέτι $\delta\psi = \frac{1 + \sqrt{x} - \sqrt{x^2}}{1 + \sqrt{x}} \delta x$.

Εὐρίσκομεν

$$\psi = \Lambda - \frac{3}{4} x \sqrt{x^2} + \frac{6}{7} x \sqrt{x} + x - \frac{6}{7} \sqrt{x^5} + 2 \sqrt{x^3} - 6 \sqrt{x} + 6 \text{ τόξ ἐφ} \sqrt{x}.$$

Εἰς τὴν προηγουμένην περίπτωσιν ἀγεται πᾶν κλάσμα μὴ περιέχον ἢ ριζικὰ ἐφ' ἑνὸς καὶ τοῦ αὐτοῦ διωνύμου τοῦ πρώτου βαθμοῦ. Ἐστω π. γ. ὅτι ζητεῖται

$$\int \frac{[x^2 + \sqrt{(ax + \beta)^2}] \delta x}{x + \sqrt{ax + \beta}}$$

Θέτομεν $ax + \beta = \tau^6$, ὅθεν

$$x = \frac{\tau^6 - \beta}{a}, \quad \delta x = \frac{6\tau^5\delta\tau}{a}, \quad \sqrt{(ax + \beta)^2} = \tau^6.$$

Ἐπομένως ἔχομεν πρὸς ὀλοκλήρωσιν τὸ λογικὸν κλάσμα

$$\frac{\delta}{\alpha^3} \frac{\tau^3 [(\tau^6 - \beta)^3 + \alpha^2 \tau^3] \delta \tau}{\tau^6 - \beta + \alpha \tau^3}$$

Δ'. ΠΕΡΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΕΩΣ ΤΩΝ ΔΙΩΝΥΜΩΝ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ.

308. Διώνυμα διαφορικὰ ὀνομάζονται αἱ ὑπὸ τὴν ἐξῆς γενικὴν μορφήν ἐκθέσεις

$$x^{\mu-1} (a + \beta x^v)^{\frac{\pi}{\kappa}} \delta x.$$

α καὶ β δηλοῦσιν ἀτρέπτους· μ καὶ ν ἀριθμοὺς οἷουςδήποτε· π καὶ κ ἀριθμοὺς ἀκεραίους. Δυνατὸν ἀείψετε ὑποθέτειν τοὺς ἐκθέτας μ, ν, ἀκεραίους· διότι, ὅταν ᾖσι κλασματικοί, διὰ τοῦ ἐν τῷ προηγουμένῳ χωρίῳ μετασχηματισμοῦ τὸ προτεθὲν διαφορικὸν μεταμορφοῦται εἰς ἕτερον ὅμοιον ἐν ᾧ οἱ ἐκθέται

τῆς μεταβλητῆς ἔσονται ἀκέραιοι. Ὄταν ὁ ἐκθέτης $\frac{\pi}{\kappa}$ ᾖναι

ἀριθμὸς ἀκέραιος, ἀναπτύσσομεν τὸ ἐν παρενθέσει διώνυμον κατὰ τὴν ὑπὸ τοῦ ἐκθέτου αὐτοῦ δηλουμένην δύναμιν, εἶτα

ὀλοκληροῦμεν τὰ μερικὰ μονώνυμα. Ἄρα, ὑποθέσομεν $\frac{\pi}{\kappa}$

κλασματικόν. Τὰ σημεῖα τῶν τριῶν ταύτων ἐκθετῶν εἰσὶν οἰαδήποτε, ἀλλὰ δυνατὸν ὑποθέτειν ἀείψετε ν θετικόν. Τῷ ὄντι, εἰ τούναντίον ἔχει, πολυπλασιαστέον τὸ διώνυμον

$a + \beta x^v$ ἐπὶ x^{-v} καὶ προσθετέον $v \frac{\pi}{\kappa}$ εἰς τὸν ἐκθέτην τοῦ

$x^{\mu-1}$, ὅστις τότε συμβαίνει ν' ἀποκαθίσταται κλασματικὸς, ἀλλὰ, διὰ τοῦ εἰρημένου μετασχηματισμοῦ τρέπεται εἰς ἀκέραιον. Ἄρα, ἔξεστιν ὑποθέτειν μ καὶ ν ἀριθμοὺς ἀκεραίους καὶ ν θετικόν.

309. Τούτων τεθέντων, ἐξετάσομεν τὰς περιπτώσεις καθ' ἃς τὸ προκείμενον διώνυμον διαφορικὸν ἀποκαθίσταται λογικόν.

Θέτομεν $a + \beta x^v = \tau^{\kappa}$, ὅθεν

$$x = \left(\frac{\tau^{\kappa} - a}{\beta} \right)^{\frac{1}{v}}, \quad \delta x = \frac{\kappa \tau^{\kappa-1}}{v\beta} \left(\frac{\tau^{\kappa} - a}{\beta} \right)^{\frac{1}{v}-1} \delta \tau.$$

Ἐπομένως

$$x^{\mu-1} (a + \beta x^v)^{\frac{\pi}{\kappa}} \delta x = \frac{\kappa \tau^{\pi+\mu-1}}{v\beta} \left(\frac{\tau^{\kappa} - a}{\beta} \right)^{\frac{\mu}{v}-1} \delta \tau.$$

Ἄρα, εἰ $\frac{\mu}{v}$, ᾖτοι, εἰ ὁ ἐκθέτης τῆς ἐκτός τοῦ διώνυμου x

μονάδι αὐξηθεὶς, ἀκριβῶς διαιρέσιμος ἐστὶ τῷ ἐκθέτῳ τῆς ἐν παρενθέσει x, τὸ προτεθὲν διαφορικὸν διώνυμον ἀποκαθίσταται λογικόν, κατὰ συνέπειαν δὲ ὀλοκληρώσιμον.

Προτεθείσω, π. χ., τὸ διαφορικὸν διώνυμον

$$x^5 (a + \beta x^2)^{\frac{2}{3}} \delta x.$$

Ἐχομεν, $\pi=2$, $\kappa=3$, $\mu-1=5$ ἢ $\mu=6$, $v=2$.

Ὁ τῆς ὀλοκληρωσιμότητος ὅρος ἐκπληροῦται· διότι

$$\frac{\mu}{v} = \frac{6}{2} = 3.$$

Τῇ ἐφαρμογῇ δὲ τῆς μεθόδου ἔχομεν

$$\int \frac{3}{2\beta^3} (\tau^3 - a)^2 \tau^4 \delta \tau = \int \frac{3\tau^{10}}{2\beta^3} \delta \tau - \int \frac{3a}{\beta^3} \tau^7 \delta \tau + \int \frac{3a^2}{2\beta^3} \tau^4 \delta \tau.$$

Ἄρα

$$\int x^5 (a + \beta x^2)^{\frac{2}{3}} \delta x = \frac{3\tau^{11}}{22\beta^3} - \frac{3a\tau^8}{8\beta^3} + \frac{3a^2\tau^5}{10\beta^3} + \Lambda.$$

ὑπολείπεται ἤδη ἡ ἀντι τ ἀντεισαγωγή τῆς τιμῆς αὐτῆς εἰς x.

310. Θέτομεν $a + \beta x^v = x^v \tau^{\kappa}$, ὅθεν

$$x = \left(\frac{\alpha}{\tau^k - \beta} \right)^{\frac{1}{v}}, \quad \delta x = \frac{1}{v} \left(\frac{\alpha}{\tau^k - \beta} \right)^{\frac{1}{v}-1} \delta \frac{\alpha}{\tau^k - \beta}$$

Τὸ προτεθὲν διαφορικὸν τρέπεται εἰς τὸ ἐξῆς·

$$x^{\mu-1} (\alpha + \beta x^v)^{\frac{\pi}{k}} \delta x = \frac{\tau^\pi}{v} \left(\frac{\alpha}{\tau^k - \beta} \right)^{\frac{\mu}{v}-1 \cdot \frac{\pi}{k}-1} \delta \frac{\alpha}{\tau^k - \beta}$$

Δῆλον δὲ ὅτι τοῦτο ἔσεται λογικὸν εἰ $\frac{\mu}{v} - 1 - \frac{\pi}{k}$ εἶναι ἀριθμὸς

ἀκέραιος. Ἡ δευτέρα αὕτη συνθήκη ὀλοκληρωσιμότητος ἐκπληροῦται ἐνίοτε μὴ ἐκπληρουμένης τῆς πρώτης.

*Ἐστω π. χ.·

$$\delta x \cdot x^4 \sqrt[3]{\alpha + \beta x^3} = x^4 (\alpha + \beta x^3)^{\frac{1}{3}} \delta x$$

*Ἐχομεν, $\mu - 1 = 4$ ἢ $\mu = 5$, $\pi = 1$, $k = 3$, $v = 3$,

καὶ $\frac{\mu}{v} - 1 - \frac{\pi}{k} = 2$. Ἄρα, τὸ προτεθὲν διαφορικὸν εἶναι

ὀλοκληρώσιμον· τῇ ἐφαρμογῇ δὲ τῆς μεθόδου λαμβάνομεν

$$\int x^4 (\alpha + \beta x^3)^{\frac{1}{3}} \delta x = \int \frac{\alpha^2 \tau^3}{(\tau^3 - \beta)^{\frac{4}{3}}} \delta \tau = \Lambda,$$

ἐκθεσιν ὀλοκληρουμένην τῇ μεθόδῳ τῶν λογικῶν κλασμάτων.

ΣΗΜ. Τὴν δευτέραν ταύτην συνθήκην ὀλοκληρωσιμότητος περιζήτει καὶ ἐκ τῆς πρώτης. Γράφομεν τὸ δυνάμιον διαφορικὸν ὑπὸ τῆν μορφήν

$$x^{\mu-1} x^{\frac{v\pi}{k}} \left(\frac{\alpha}{x^v} + \beta \right)^{\frac{\pi}{k}} \delta x, \quad \text{ἢ} \quad x^{\mu-1} x^{\frac{v\pi}{k}-1} (\alpha x^{-v} + \beta)^{\frac{\pi}{k}} \delta x.$$

Ἔσται δὲ ὀλοκληρώσιμον ὅταν [300],

$$\frac{\mu + \frac{v\pi}{k}}{-v} = \frac{\mu}{v} - 1 - \frac{\pi}{k} = \text{ἀριθμὸς ἀκέραιος.}$$

311. Κατὰ τὰ προεκτεθέντα, ὀλοκληροῦται πᾶν διαφορικὸν μορφήν ἔχον τοιαύτην·

$$\Sigma [x^{\mu\nu}, (\alpha + \beta x^v)^{\frac{\pi}{k}}, (\alpha + \beta x^v)^{\frac{\rho}{s}}, (\alpha + \beta x^v)^{\frac{\omega}{u}}, \dots] x^{\nu-1} \delta x.$$

$\mu, \nu, \pi, \kappa, \rho, \sigma, \omega, u, \dots$, δηλούντων ἀριθμοὺς ἀκεραίους, Σ δὲ συνέκθεσιν λογικὴν τῶν ἐν ταῖς μελίσσι παρενθέσεσι ποσοτήτων. Τῷ ὄντι, τὸ προτεθὲν διαφορικὸν ἀποκαθίσταται λογικὸν τῇ ὑποθέσει

$$\alpha + \beta x^v = \tau^{k\sigma u} \dots$$

Πρὸς μελίξονα σαφῆνειαν ὑποθέσομεν ὑπαρχούσας τρεῖς ποσότητες ἐκμέτρους. Ἐχομεν·

$$x^v = \frac{\tau^{k\sigma u} - \alpha}{\beta}, \quad x^{\nu-1} \delta x = \frac{k\sigma u \tau^{k\sigma u-1}}{v\beta} \delta \tau.$$

Τὸ τεθὲν διαφορικὸν τρέπεται εἰς

$$\Sigma \left[\left(\frac{\tau^{k\sigma u} - \alpha}{\beta} \right)^{\mu}, \tau^{k\pi\sigma u}, \tau^{k\rho\kappa u}, \tau^{k\omega\kappa\sigma} \right] \frac{k\sigma u \tau^{k\sigma u-1} \delta \tau}{v\beta},$$

ἐξαγόμενον λογικὸν κατὰ τ , συνεπιείη τῆς ὑποθέσεως. Προκείσθω ὡς παράδειγμα τὸ διαφορικὸν

$$\frac{x \delta x}{\sqrt[3]{1-x} - \sqrt{1+x}} = \frac{x \delta x}{(1-x)^{\frac{1}{3}} - (1+x)^{\frac{1}{2}}}$$

Κατὰ τὴν ἀνωθεὶ τύπον, θετέον $1-x = \tau^3 \cdot 2 = \tau^6$. ὅθεν συνάγομεν τὴν ἐκθεσιν·

$$\frac{-6\tau^3 (1-\tau^6)}{1-\tau} \delta \tau = -6(\tau^3 + \tau^9 + \tau^{15} + \tau^{21} + \tau^{27} + \tau^{33}) \delta \tau,$$

εὐκόλως ὀλοκληρουμένην. Ἐν τέλει δὲ θετέον ἀντὶ τ τὴν

$$\text{τιμὴν } \frac{6}{\sqrt{1-x}}.$$

Ἐπίσης ὀλοκληροῦται ἀποκαθιστάμενον λογικὸν πᾶν διαφορικὸν τοῦ σχήματος

$$\Sigma \left[x^{\mu\nu}, \left(\frac{\alpha + \beta x^\nu}{\alpha' + \beta' x^\nu} \right)^{\frac{\pi}{\alpha}}, \left(\frac{\alpha + \beta x^\nu}{\alpha' + \beta' x^\nu} \right)^{\frac{\rho}{\alpha}}, \dots \dots \right] x^{\nu-1} \delta x,$$

διότι θέτοντες $\frac{\alpha + \beta x^\nu}{\alpha' + \beta' x^\nu} = \tau^{\alpha} \dots$, μεταμορφούμεν εις

λογικὰς ἀπάσας τὰς ἐν αὐτῷ ποσότητες.

312. Λί ἐν τοῖς χωρίοις 309, 310, περιπτώσεις εἰσὶν αἱ μόναι καθ' ἃς ἐπιμέν βέβαιοι ὅτι ἀποκαθιστῶμεν λογικὸν πᾶν ἀπειροστὸν διώνυμον. Ὅταν ἀδύνατον ἀποκαταστήσαι λογικὸν τὸ διώνυμον διαφορικὸν

$$x^{\mu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x,$$

(π δηλοῦντος ἀριθμὸν κλασματικὸν) ἄγομεν αὐτὸ, κατὰ τὸ δυνατόν, ὑπὸ μορφήν ἀπλουστέραν ἐλαττοῦντες τοὺς ἐκθέτας μ ἢ π. Λί πρὸς τοῦτο ἀναγωγὰι ἐκτελοῦνται ὡς ἐν τοῖς ἐξῆς χωρίοις διὰ τῆς μοιρικῆς ὀλοκληρώσεως.

313. Ὅταν ὁ ἐκθέτης μ ᾖ ἢναι θετικὸς καὶ μεῖζων τοῦ ν, ἐλαττοῦμεν αὐτὸν γράφοντες:

$$\int x^{\mu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x = \int x^{\mu-\nu} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi x^{\nu-1} \delta x = \frac{x^{\mu-\nu} (\alpha + \beta x^\nu)^{\pi+1}}{\nu(\pi+1)\beta} - \frac{\mu-\nu}{\nu(\pi+1)\beta} \int \delta x \cdot x^{\mu-\nu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^{\pi+1}.$$

Ἀλλὰ

$$\int \delta x \cdot x^{\mu-\nu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^{\pi+1} = \int x^{\mu-\nu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi (\alpha + \beta x^\nu) \delta x = \alpha \int \delta x \cdot x^{\mu-\nu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi + \beta \int x^{\mu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x.$$

Ἄρα, ἀντεισάγοντες,

$$\int x^{\mu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x = \frac{x^{\mu-\nu} (\alpha + \beta x^\nu)^{\pi+1}}{\nu(\pi+1)\beta} - \frac{\mu-\nu}{\nu(\pi+1)\beta} \int x^{\mu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x - \frac{(\mu-\nu)\alpha}{\nu(\pi+1)\beta} \int \delta x \cdot x^{\mu-\nu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi,$$

ἢ τέλος, $\int x^{\mu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x = \frac{x^{\mu-\nu} (\alpha + \beta x^\nu)^{\pi+1}}{(\mu-\nu)\beta} - \frac{(\mu-\nu)\alpha}{(\mu-\nu)\beta} \int x^{\mu-\nu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x.$

Οὕτω, τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικὸν ἐξαρτᾶται ἀφ' ἑτέρου ὁμοιομόρφου αὐτῷ, ἐν ᾧ ὁ ἐκθέτης μ—1 ἠλαττώθη κατὰ ν μονάδας. Ἐξακολουθοῦντες ἐφαρμόζειν τὸν αὐτὸν τύπον, τὸ τεθὲν διαφορικὸν θέλει ἐξαρτᾶσθαι ἀφ' ἑτέρου ἐν ᾧ ὁ ἐξωτερικὸς ἐκθέτης τῆς x ἔσεται μ—2ν—1. Καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς. Ἐὰν δὲ ρν ᾖναι τὸ μέγιστον πολλαπλάσιον τοῦ ν ἐν μ περιεχόμενον, ὁ ἔσχατος ἐκθέτης τῆς ἐκτὸς x, κατὰ τὴν ἐσχάτην ἐργασίαν, ἔσεται μ—ρν—1. ἐπομένως ἡ x ἐν τῷ πρώτῳ μέλει τῆς ἀναγωγικῆς ἐξισώσεως ἔξει ἐκθέτην μ—(ρ—1)ν—1. Ἄρα, καθιστῶντες ἐν τῷ ἀνωτέρῳ τύπῳ μ = μ—(ρ—1)ν, καὶ δηλοῦντες K τὸ ἤδη ὀλοκληρωθὲν μέρος, ἔχομεν

$$\int x^{\mu-(\rho-1)\nu-1} \delta x (\alpha + \beta x^\nu)^\pi = \frac{K - (\mu - \rho\nu)\alpha \int x^{\mu-\rho\nu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x}{\beta[\mu - (\rho - 1)\nu - 1 - \pi\nu]}.$$

Ἐὰν ρν = μ, ἔτσι μ—ρν = 0, τὸ ἐν τῷ δευτέρῳ μέλει τῆς ἐξισώσεως ταύτης ὀλοκληρωτέον μέρος ἀφανισθῆσεται, μενεῖ δὲ

$$\int x^{\mu-(\rho-1)\nu-1} (\alpha + \beta x^\nu)^\pi \delta x = \frac{K}{\beta(1 - \pi)\nu}.$$

Τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ τούτου ὄντος ἀκριβῶς ὠρισμένου, ἅπαντα τὰ προηγούμενα, ἐπομένως καὶ τὸ τοῦ προτεθέντος διαφορικοῦ διωνύμου, ἔσονται ἀκριβῶς ὠρισμένα.

Παρατηρητέον ὅτι, ἡ συνθήκη ρν = μ, ἐξ ἧς $\frac{\mu}{\nu} = \rho$, εἶναι ἢ ἐν § 319 εὑρεθεῖσα πρώτη συνθήκη ὀλοκληρωσιμότητος. 314. Ὑποθέτοντες τὸν ἐκθέτην π θετικὸν, ἐλαττοῦμεν καὶ τοῦτον ὡς ἀκολούθως.

$$\int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^\pi dx = \int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-1} (a + \beta x^\nu) dx$$

$$= a \int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-1} dx + \beta \int x^{\mu+\nu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-1} dx.$$

Ἄλλ' ἐκ τοῦ ἐν § 313 τύπου, τροπῆ μ εἰς μ+ν, καὶ π εἰς π-1, συναγομεν·

$$\int dx \cdot x^{\mu+\nu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-1} =$$

$$\frac{x^\mu (a + \beta x^\nu)^\pi}{(\mu + \nu\pi)\beta} - \frac{\mu x}{(\mu + \nu\pi)\beta} \int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-1} dx.$$

Ἀντεισάγοντες δὲ ἐν τῇ προηγουμένῃ ἐξίσώσει,

$$\int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^\pi dx =$$

$$\frac{x^\mu (a + \beta x^\nu)^\pi}{\mu + \nu\pi} + \frac{\nu\pi x}{\mu + \nu\pi} \int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-1} dx.$$

Διὰ τοῦ τύπου τούτου τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικὸν ἐξαρτᾶται ἀφ' ἑτέρου, ἐν ᾧ ὁ ἐκθέτης π ἐλάττωσιν ἐστὶ κατὰ μονάδα. Ἐάν ἐν τῷ τύπῳ τούτῳ θέσωμεν ἤδη π-1 ἀντὶ π, τὸ ὀλοκληρωτικὸν $\int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-1} dx$ θέλει ἐξαρτᾶσθαι ἀπὸ τοῦ $\int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-2} dx$. Καὶ οὕτω καθ' ἑξῆς. Ἄρα, ὁ δείκτης π μειωθήσεται ἀνὰ μονάδα μέχρι τοῦ μείζονος ἀριθμοῦ ἀκεραίου ρ ἐν αὐτῷ περιεχομένου. Ἐάν τὸ τελευταῖον διαφορικὸν $x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{\rho-1} dx$ ὀλοκληρωθῆται ἀκριβῶς, καὶ ἅπαντα τὰ προηγούμενα ὀλοκληρωτικὰ, σὺν τῷ τοῦ προτεθέντος διαφορικοῦ διωνύμου, ἔσονται ἀκριβῶς ὀρισμένα.

315. Ὄταν ὁ ἐκθέτης μ ᾖ ἀρνητικὸς, ὁ ἐν § 313 εὐρεθεὶς τύπος ἄγει τὸ προτεθὲν διαφορικὸν εἰς ἕτερον ἦττον ἀπλοῦν· διότι ὁ ἐκθέτης τοῦ μονωνύμου παράγοντος λαμβάνει τιμὴν ἀριθμητικῶς μείζονα. Ἄλλ' ἐάν ἐκ τῆς αὐτῆς ἐξίσωσεως λάβωμεν τὴν τιμὴν τοῦ δευτέρου ὀλοκληρωτικοῦ

συνεκθέσει τοῦ πρώτου, ἔξομεν τύπον δι' οὗ, ἐν πῇ περιπτώσει τοῦ ἀρνητικοῦ ἐκθέτου, ἢ περὶ ἧς λόγος ὀλοκληρώσεως ἐξαρτᾶται ἀφ' ἑτέρας ἀπλουστερας. Λοιπὸν ἔχομεν·

$$\int x^{\mu-\nu-1} (a + \beta x^\nu)^\pi dx =$$

$$\frac{x^{\mu-\nu} (a + \beta x^\nu)^{\pi+1}}{(\mu - \nu)\alpha} - \frac{(\mu - \nu\pi)\beta}{(\mu - \nu)\alpha} \int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^\pi dx.$$

Θέτοντες ἤδη —μ+ν ἀντὶ μ, ἔχομεν·

$$\int x^{-\mu-1} (a + \beta x^\nu)^\pi dx =$$

$$\frac{x^{-\mu} (a + \beta x^\nu)^{\pi+1}}{\alpha\mu} - \frac{(\mu - \nu - \nu\pi)\beta}{\alpha\mu} \int x^{-\mu+\nu-1} (a + \beta x^\nu)^\pi dx.$$

Διὰ τοῦ τύπου τούτου ὁ ἐκθέτης —μ-1 ἠλαττώθη· διότι κατεστάθη —μ+ν-1, τὸν δὲ ν δυνατὸν ὑποθετεῖναι ἀείποτε θετικόν. Ἐξακολουθοῦντες οὕτω καταντήσομεν μέχρι τοῦ δείκτη —μ-ν· ἔσεται δὲ δυνατὸν ὀλοκληρῶσαι εἰ τὸ τελευταῖον ὀλοκληρωτικὸν ἀφανίζεται.

316. Ὄταν ὁ ἐκθέτης π ᾖ ἀρνητικὸς, ἐξάγομεν ἐκ τῆς ἐν § 314 ἐξίσωσεως τὴν τιμὴν τοῦ δευτέρου ὀλοκληρωτικοῦ καὶ ἔχομεν·

$$\int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{\pi-1} dx =$$

$$\frac{x^\mu (a + \beta x^\nu)^\pi}{\nu\pi\alpha} + \frac{(\mu - 1 - \nu\pi)}{\nu\pi\alpha} \int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^\pi dx.$$

Θέτοντες δὲ —π+1 ἀντὶ π,

$$\int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{-\pi} dx =$$

$$\frac{x^\mu (a + \beta x^\nu)^{-\pi+1}}{\nu(\pi - 1)\alpha} - \frac{(\mu - 1 - \nu\pi)}{\nu(\pi - 1)\alpha} \int x^{\mu-1} (a + \beta x^\nu)^{-\pi+1} dx.$$

Ο τύπος ούτος καθίσταται άχρηστος έν τή μοναδική περιπτώσει καθ' ήν $\pi = 1$. Άλλά τότε τό προτεθέν διαφορικόν είναι λογικόν, πλην όταν μ ήναι κλασματικός έν τή περιπτώσει δέ ταύτη ποιούμεν χρήσιν γνωστοῦ τινος μετασχηματισμοῦ.

Διά τοῦ τελευταίου τούτου τύπου ὁ άρνητικός εκθέτης $-\pi$ δύναται αύξηθῆναι διαδοχικῶς καθ' ὅσας βουλόμεθα μονάδας, μέχρις οὔ καταντήσῃ μεταξύ 0 καί -1 .

317. Παρατηρητέον ὅτι, οί προηγούμενοι τύποι εἰσίν άχρηστοί όταν $\mu + \nu\pi = 0$, ἢ $\mu - \nu = 0$, ἢ καί $\mu = 0$. Άλλ' έν ταῖς τοιαύταις περιπτώσει τό διαφορικόν διώνυμον άποκαθίσταται λογικόν, ὡς εκπληρουμένης τῆς έτέρως τῶν συνθηκῶν ολοκληρωσιμότητος. Παρατηρητέον προσέτι ὅτι, καί καθ' ἄς περιπτώσεις τό διαφορικόν τοῦτο είναι λογικόν, ἢ άποκαθίσταται τοιοῦτον, ἢ χρήσις τῶν προεκτεθέντων άναγωγικῶν τύπων είναι έν γένει τό απλούστερον μέσον τοῦ εύρίσκειν τό ζητούμενον ολοκληρωτικόν.

318. Διαφορικόν ἔχον τήν μορφήν $x^{\mu}(ax^{\rho} + bx^{\sigma})^{\pi} \delta x$,
 άγεται ὑπό τήν έξῆς $x^{\mu + \rho\pi}(a + bx^{\sigma - \rho})^{\pi} \delta x$,

καί έπομένως θεωρεῖται ὡς διαφορικόν διώνυμον.

319. Έφαρμοστέον ἤδη τοῖς προεκτεθέντας τύπους παραδείγμασι. Προκείσθω τό διαφορικόν

$$\frac{x^{\mu} \delta x}{\sqrt{1-x^2}} = x^{\mu} (1-x^2)^{-\frac{1}{2}} \delta x,$$

έν ᾧ μ είναι άριθμός άκέραιος θετικός. Τό διαφορικόν τοῦτο άείποτε εἰσίν ολοκληρώσιμον· διότι $\nu = 2$, $\pi = -\frac{1}{2}$, ἢ έτέρα δέ τῶν συνθηκῶν ολοκληρωσιμότητος,

$$\frac{\mu + 1}{\nu}, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\mu + 1}{\nu} + \pi,$$

πάντοτε ὑπάρχει. Έφαρμοζομένου τοῦ έν § 313 τύπου, ἢ ολοκληροῦντες άμέσως μοιρικῶς, εύρίσκομεν·

$$\int \frac{x^{\mu} \delta x}{\sqrt{1-x^2}} = \frac{x^{\mu-1} \sqrt{1-x^2}}{\mu} + \frac{\mu-1}{\mu} \int \frac{x^{\mu-2} \delta x}{\sqrt{1-x^2}}$$

Ὁ εκθέτης μ ήλαττώθη κατά δύο μονάδας. Έξακολουθοῦντες τήν έφαρμογήν τῆς αὐτῆς μεθόδου, καταντήσομεν εἰς τήν

έτέραν τῶν εκθέσεων $\int \frac{x \delta x}{\sqrt{1-x^2}}, \int \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}},$

καθ' ὅσον μ είναι περιττός ἢ άρτιος, ὧν τῆς μέν τό ολοκληρωτικόν είναι $-\sqrt{1-x^2}$, τῆς δέ, τόξ ήμ. x.

Ὅταν μ ήναι περιττός, μορφοῦμεν τόν έξῆς τύπον·

$$\int \frac{x^{\mu} \delta x}{\sqrt{1-x^2}} = + \Lambda$$

$$-\frac{\sqrt{1-x^2}}{\mu} \left[x^{\mu-1} + \frac{\mu-1}{\mu-2} x^{\mu-3} + \frac{(\mu-1)(\mu-3)}{(\mu-2)(\mu-4)} x^{\mu-5} + \dots \right]$$

$$\dots + \frac{(\mu-1)(\mu-3)\dots 4 \cdot 2}{(\mu-2)(\mu-4)\dots 3 \cdot 1}$$

Έν δέ τῇ περιπτώσει τοῦ μ άρτίου, τόν έξῆς·

$$\int \frac{x^{\mu} \delta x}{\sqrt{1-x^2}} = + \Lambda$$

$$-\frac{\sqrt{1-x^2}}{\mu} \left[x^{\mu-1} + \frac{\mu-1}{\mu-2} x^{\mu-3} + \dots + \frac{(\mu-1)(\mu-3)\dots 3 \cdot 1}{(\mu-2)(\mu-4)\dots 4 \cdot 2} x \right]$$

$$+ \frac{(\mu-1)(\mu-3)\dots 5 \cdot 3 \cdot 1}{\mu(\mu-2)(\mu-4)\dots 6 \cdot 4 \cdot 2} \text{τόξ ήμ. x.}$$

Υποτιθεμένου τοῦ εκθέτου άρνητικοῦ, $-\mu$, ὁ άναγωγικός τύπος εἴσεται·

$$\int \frac{x^{-\mu} \delta x}{\sqrt{1-x^2}} = \frac{x^{-\mu+1} \sqrt{1-x^2}}{\mu-1} + \frac{\mu-2}{\mu-1} \int \frac{x^{-\mu+2} \delta x}{\sqrt{1-x^2}}$$

Μόνη περίπτωση καθ' ἣν δὲν ἐφαρμόζεται εἶναι ὅταν $\mu = 1$.
Τότε πρόκειται ὀλοκληρῶσαι τὸ διαφορικὸν

$$\frac{\delta x}{x \sqrt{1-x^2}}$$

Πρὸς τοῦτο ποιούμεν χρῆσιν τῆς τῶν δευτεροβάθμιων ριζικῶν μεταμορφώσεως. Θέτομεν

$$\sqrt{1-x^2} = 1 + x\tau,$$

ὅθεν

$$-x = 2\tau + x\tau^2, \quad -\delta x = 2\delta\tau + 2x\tau\delta\tau + \tau^2\delta x,$$

$$\frac{\delta x}{1+x\tau} = \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}} = -\frac{2\delta\tau}{1+\tau^2}, \quad \frac{\delta x}{x\sqrt{1-x^2}} = \frac{\delta\tau}{\tau}$$

Ἄρα

$$\int \frac{\delta x}{x\sqrt{1-x^2}} = \lambda\tau + \Lambda = \lambda \left(\frac{-1 + \sqrt{1-x^2}}{x} \right) + \Lambda.$$

Εἰς τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον καταπτῶμεν ἀπλούστερον θέτοντες

$$x = \frac{1}{\tau}, \quad \text{ὅπερ δίδει} \quad \frac{-\delta\tau}{\sqrt{\tau^2-1}}$$

διαφορικὸν ὀλοκληρωθὲν ἤδη.

320. Θεωρήσωμεν προσέτι τὸ διαφορικὸν διώνυμον

$$\frac{x^\mu \delta x}{\sqrt{ax-x^2}}$$

χρήσιμον ἐν τῇ θεωρίᾳ τοῦ ἐκκεραμοῦς. Ἔχομεν ἰσομερῶς

$$\int \frac{x^\mu \delta x}{\sqrt{ax-x^2}} = \int \frac{x^{\mu-1} (x - \frac{1}{2}a) \delta x}{\sqrt{ax-x^2}} + \frac{1}{2}a \int \frac{x^{\mu-1} \delta x}{\sqrt{ax-x^2}}$$

Ἄλλ' ὀλοκληροῦντες μοιρικῶς εὐρίσκομεν

$$\begin{aligned} \int \frac{x^{\mu-1} (x - \frac{1}{2}a) \delta x}{\sqrt{ax-x^2}} &= -x^{\mu-1} \sqrt{ax-x^2} + (\mu-1) \int x^{\mu-2} \delta x \sqrt{ax-x^2} \\ &= -x^{\mu-1} \sqrt{ax-x^2} + (\mu-1) \int \frac{x^{\mu-2} (ax-x^2) \delta x}{\sqrt{ax-x^2}} \\ &= -x^{\mu-1} \sqrt{ax-x^2} + (\mu-1)a \int \frac{x^{\mu-1} \delta x}{\sqrt{ax-x^2}} - (\mu-1) \int \frac{x^\mu \delta x}{\sqrt{ax-x^2}} \end{aligned}$$

Ἀντείσταγοντες δὲ ἐν τῇ πρώτῃ ἐξίσωσει καὶ ἀπλοποιούντες,

$$\int \frac{x^\mu \delta x}{\sqrt{ax-x^2}} = \frac{x^{\mu-1} \sqrt{ax-x^2}}{\mu} + \frac{(2\mu-1)a}{2\mu} \int \frac{x^{\mu-1} \delta x}{\sqrt{ax-x^2}}$$

Ὁ ἐκθέτης μ ἠλαττώθη κατὰ μονάδα. Ἐφαρμόζοντες τὴν αὐτὴν μέθοδον ἐπὶ τὸ νέον διαφορικὸν καὶ ἐπὶ τὰ ἐπόμενα,

καταντῶμεν τέλος εἰς τὸ $\int \frac{\delta x}{\sqrt{ax-x^2}}$, ὅπερ ὀλοκληροῦ-

μεν παρατηροῦντες ὅτι

$$\frac{\delta x}{\sqrt{ax-x^2}} = \frac{\delta x}{\sqrt{\frac{a^2}{4} - \left(\frac{a}{2} - x\right)^2}} = \frac{\frac{2}{a} \delta x}{\sqrt{1 - \left(\frac{a-2x}{a}\right)^2}}$$

$$\text{Ἄρα} \quad \int \frac{\delta x}{\sqrt{ax-x^2}} = \text{τόξ συν} \frac{a-2x}{a} + \Lambda.$$

Ε'. ΠΕΡΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΕΩΣ ΤΩΝ ΛΟΓΑΡΙΘΜΙΚΩΝ, ΤΩΝ ΛΕΙΚΤΙΚΩΝ ΚΑΙ ΤΩΝ ΚΥΚΛΙΚΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ.

321. Ἄγνωστος εἰσέτι ὁ τρόπος καθ' ἣν δυνάμεθα ἐν γένει ὀλοκληρῶσαι πεπερασμένως ἀπάσαι τὰς τοιαύτης φύσεως συνεκθέσεις. Ἄλλ' ὑπάρχουσι περιπτώσεις μερικαὶ καθ' ἃς ἡ τοιαύτη ἐργασία ἐκτελεῖται.

Κατά πρώτον δήλον ὅτι, κατὰ τὴν ἐν § 282 [3^{ον}] παρατήρησιν, γινώσκοντες ὀλοκληρῶσαι τὸ ἀπειροστὸν $\Sigma(x)\delta x$, ὀλοκληροῦμεν ἐπίσης δι' ἀπλῆς ἀντεισαγωγῆς τὰς ἐξῆς διαφορικὰς συνεκθέσεις:

$$\Sigma(e^x)e^x \delta x, \quad \Sigma(\lambda x) \frac{\delta x}{x}, \quad \Sigma(a^x)a^x \delta x, \quad \Sigma(\acute{\eta}\mu x) \text{ συν } x \delta x,$$

$$\Sigma(\text{συν } x) \acute{\eta}\mu x \delta x, \quad \Sigma(\text{τόξ } \acute{\eta}\mu x) \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}},$$

$$\Sigma(\text{τόξ } \text{συν } x) \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}}, \quad \Sigma(\text{τόξ } \acute{\epsilon}\rho x) \frac{\delta x}{1-x^2}.$$

Π. γ. Ἐστω ζητούμενον $\int (\lambda x)^v \frac{\delta x}{x}$.

Θέτομεν $\lambda x = \tau$, ὅθεν $\frac{\delta x}{x} = \delta \tau$, καὶ ἐπομένως,

$$\int (\lambda x)^v \frac{\delta x}{x} = \int \tau^v \delta \tau = \frac{\tau^{v+1}}{v+1} + A,$$

$$\text{ἢ} \int (\lambda x)^v \frac{\delta x}{x} = \frac{(\lambda x)^{v+1}}{v+1} + A.$$

Ἐπίσης, Σ δηλοῦντος συνέκθεσιν ἀλγεβρικὴν τῶν ὑπὸ τὸ σύμβολον τοῦτο ποσῶν, δυνατὸν ἀπακαταστήσαι ἀλγεβρικὰς τὰς διαφορικὰς συνεκθέσεις

$$\Sigma(e^x) \delta x, \quad \Sigma(\acute{\eta}\mu x, \text{ συν } x) \delta x,$$

$$\Sigma(\acute{\eta}\mu x, \acute{\eta}\mu 2x, \dots, \text{συν } x, \text{συν } 2x, \dots) \delta x,$$

καθιστῶντες ἀμοιβαίως

$$e^x = \tau, \quad \acute{\eta}\mu x = \tau, \quad \text{ἢ} \quad \text{συν } x = \tau, \quad \acute{\epsilon}\rho \frac{1}{2} x = \tau, \dots$$

καὶ ἐκθέτοντες λογικῶς τὰ ἡμίτονα καὶ τὰ συναμίτονα τῶν πολλαπλασίων τόξων διὰ τῶν δυνάμεων τοῦ ἡμιτόνου ἢ τοῦ συναμιτόνου τοῦ ἀπλοῦ τόξου, κατὰ τοὺς ἐν τῇ Ἀλγέβρᾳ δεικνυμένους τύπους. Ἐπομένως τὰ περὶ ὧν ὁ λόγος δια-

φορικὰ ἔσονται ὀλοκληρώσιμα ὅταν ἡ συνέκθεσις Σ ᾖναι λογικὴ ἢ ἀποκαθίσταται τοιαύτη.

Π. γ. Ζητούμενου $\int \Sigma(\acute{\eta}\mu x, \text{συν } x) \delta x$, θέτομεν $\acute{\epsilon}\rho \frac{1}{2} x = \tau$, καὶ λαμβάνομεν

$$\int \Sigma(\acute{\eta}\mu x, \text{συν } x) \delta x = \int \Sigma \left(\frac{2\tau}{1+\tau^2}, \frac{1-\tau^2}{1+\tau^2} \right) \frac{2\delta\tau}{1+\tau^2},$$

συνέκθεσιν λογικὴν κατὰ τὴν μεταβλητὴν τ .

322. Προκείσθω ἤδη τὸ διαφορικὸν

$$Pz^v \delta x,$$

ἐν ᾧ z δηλοῖ συνέκθεσιν ὑπερβατικὴν ἢ ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς τῆς πρώτης τάξεως εἶναι ἀλγεβρικός. Π συνέκθεσιν ἀλγεβρικὴν v ἀριθμὸν ἀκέραιον θετικόν. Τὰ τοιαῦτα διαφορικὰ ὀλοκληροῦνται ἐνλοτε. Τῷ ὄντι, ὀλοκληροῦντες μοιρικῶς τὸ προτεθὲν διαφορικὸν ἔχομεν, θέτοντες $K = \int P \delta x$,

$$\int Pz^v \delta x = Kz^v - v \int Kz^{v-1} \frac{\delta z}{\delta x} \delta x.$$

Ἐἴτα, θέτοντες $P = \int K \frac{\delta z}{\delta x} \delta x$.

$$\int Kz^{v-1} \frac{\delta z}{\delta x} \delta x = Pz^{v-1} - (v-1) \int Pz^{v-2} \frac{\delta z}{\delta x} \delta x.$$

Ἐἴτα, θέτοντες $\Sigma = \int P \frac{\delta z}{\delta x} \delta x$.

$$\int Pz^{v-2} \frac{\delta z}{\delta x} \delta x = \Sigma z^{v-2} - (v-2) \int \Sigma z^{v-3} \frac{\delta z}{\delta x} \delta x.$$

Καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς. Ἄρα,

$$\int Pz^v \delta x = Kz^v - vPz^{v-1} + v(v-1)\Sigma z^{v-2} - \dots$$

Ἀνάλογος ἐργασία χορηγεῖ μέσον δι' οὗ ὀλοκληροῦται τὸ τεθὲν διαφορικὸν καὶ ὅταν ὁ δείκτης v ᾖναι ἀρνητικός.

Διὰ τῆς ἐργασίας ταύτης μορφωθήσεται τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικόν, εἰ δυνατόν εὔρειν πεπερασμένως τὰς ἐκθέσεις τῶν ποσοτήτων ὑπὸ Κ, Ρ, Σ, , δηλουμένων.

323. Ὑποθέσωμεν Π = 1, ἐκ διαδοχῆς δὲ z = λx, z = τόξ ἡμ. x. Εὐρίσκομεν·

$$\int (\lambda x)^{\nu} \delta x = \Lambda +$$

$$x(\lambda x)^{\nu} \left[1 - \frac{\nu}{\lambda x} + \frac{\nu(\nu-1)}{(\lambda x)^2} - \dots \pm \frac{\nu(\nu-1)\dots 3.2.1}{(\lambda x)^{\nu}} \right]$$

$$\int (\text{τόξ ἡμ. } x)^{\nu} \delta x = \left[\begin{array}{l} x + \frac{\nu \sqrt{1-x^2}}{\text{τόξ ἡμ. } x} - \frac{\nu(\nu-1)x}{(\text{τόξ ἡμ. } x)^2} \\ \frac{\nu(\nu-1)(\nu-2)\sqrt{1-x^2}}{(\text{τόξ ἡμ. } x)^3} - \dots \end{array} \right] (\text{τόξ ἡμ. } x)^{\nu} + \Lambda,$$

Ὑποθεθείσθω Π = x^{μ-1}, καὶ z = λx. Ἐξομεν·

$$\int x^{\mu-1} (\lambda x)^{\nu} \delta x = \Lambda +$$

$$\frac{x^{\mu}}{\mu} \left[(\lambda x)^{\nu} - \frac{\nu}{\mu} (\lambda x)^{\nu-1} + \frac{\nu(\nu-1)}{\mu^2} (\lambda x)^{\nu-2} - \dots \pm \frac{\nu(\nu-1)\dots 2.1}{\mu^{\nu}} \right]$$

Ἐὰν ἐν τῷ πρώτῳ καὶ ἐν τῷ ἐσχάτῳ τῶν τριῶν τούτων τύπων θέσωμεν λx = z, συνάγομεν·

$$\int z^{\nu} e^z \delta z = \Lambda +$$

$$e^z [z^{\nu} - \nu z^{\nu-1} + \nu(\nu-1)z^{\nu-2} - \dots \pm \nu(\nu-1)\dots 2.1]$$

$$\int z^{\nu} e^{\alpha z} \delta z = \Lambda +$$

$$\frac{e^{\alpha z}}{\alpha} \left[z^{\nu} - \frac{\nu}{\alpha} z^{\nu-1} + \frac{\nu(\nu-1)}{\alpha^2} z^{\nu-2} - \dots \pm \frac{\nu(\nu-1)\dots 2.1}{\alpha^{\nu}} \right]$$

Ἐὰν ἐν τῷ δευτέρῳ τύπῳ θέσωμεν

$$\text{τόξ ἡμ. } x = z, \quad \delta \theta \text{εν} \quad x = \eta \mu. z, \quad \delta x = \sigma \nu z \delta z,$$

ὁ αὐτὸς καθίσταται·

$$\int z^{\nu} \sigma \nu z \delta z = \eta \mu. z [z^{\nu} - \nu(\nu-1)z^{\nu-2} + \dots]$$

$$+ \sigma \nu z [\nu z^{\nu-1} - \nu(\nu-1)(\nu-2)z^{\nu-3} + \dots] + \Lambda.$$

Παρατηρητέον ὅτι δυνάμεθα μορφῶσαι καὶ ἀμέσως τοὺς τρεῖς τελευταίους τύπους, ἀντιστρόφως δ' ἐξ αὐτῶν πορισθῆναι τοὺς τρεῖς πρώτους.

324. Διὰ τῆς αὐτῆς μεθόδου λαμβάνομεν καὶ τὰ ἐξῆς ὀλοκληρωτικά.

$$\int x^{\nu} \sigma \nu \alpha x \delta x = \frac{x^{\nu}}{\alpha} \left\{ \eta \mu. \alpha x \left[1 - \frac{\nu(\nu-1)}{\alpha^2 x^2} + \dots \right] + \sigma \nu \alpha x \left[\frac{\nu}{\alpha x} - \frac{\nu(\nu-1)(\nu-2)}{\alpha^3 x^3} + \dots \right] \right\} + \Lambda.$$

$$\int x^{\nu} \eta \mu. \alpha x \delta x = \frac{x^{\nu}}{\alpha} \left\{ \sigma \nu \alpha x \left[1 - \frac{\nu(\nu-1)}{\alpha^2 x^2} + \dots \right] - \eta \mu. \alpha x \left[\frac{\nu}{\alpha x} - \frac{\nu(\nu-1)(\nu-2)}{\alpha^3 x^3} + \dots \right] \right\} + \Lambda.$$

325. Τὰ δύο ὀλοκληρωτικά

$$\int e^{\alpha x} \sigma \nu \beta x \delta x, \quad \int e^{\alpha x} \eta \mu. \beta x \delta x,$$

ἔρζονται συγχρόνως διὰ τῆς μοιρικῆς ὀλοκληρώσεως. Τῶ ὄντι, εὐρίσκομεν ἀμέσως·

$$\int e^{\alpha x} \sigma \nu \beta x \delta x = \frac{e^{\alpha x} \sigma \nu \beta x}{\alpha} + \frac{\beta}{\alpha} \int e^{\alpha x} \eta \mu. \beta x \delta x,$$

$$\int e^{\alpha x} \eta \mu. \beta x \delta x = \frac{e^{\alpha x} \eta \mu. \beta x}{\alpha} - \frac{\beta}{\alpha} \int e^{\alpha x} \sigma \nu \beta x \delta x.$$

Ἐκ τῶν δύο τούτων ἐξισώσεων λαμβάνομεν·

$$\int e^{ax} \text{ συν } \beta x \, dx = \frac{a \text{ συν } \beta x - \beta \acute{\eta}\mu. \beta x}{a^2 + \beta^2} e^{ax} + \Lambda,$$

$$\int e^{ax} \acute{\eta}\mu. \beta x \, dx = \frac{a \acute{\eta}\mu. \beta x + \beta \text{ συν } \beta x}{a^2 + \beta^2} e^{ax} + \Lambda.$$

326. Γινώσκοντες τὰ τελευταῖα ταῦτα ὀλοκληρωτικά, λαμβάνομεν τὰ τῶν διαφορικῶν·

$$x^v e^{ax} \text{ συν } \beta x \, dx, \quad x^v e^{ax} \acute{\eta}\mu. \beta x \, dx,$$

ἐλαττοῦντες ἐκ διαδοχῆς τὸν ἐκθέτην τῆς x. Ἄλλ' οἱ λογιμοὶ ἀπλοποιῶνται τῇ γρῆσει τοῦ ἀνωτέρου τύπου, δίδοντος τὴν τιμὴν τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ $\int x^v e^{ax} \, dx$, ἐν ἣ ἀντικαταστήσομεν $a + \beta \sqrt{-1}$ ἀντὶ a. Ἡ τιμὴ αὕτη ἀποκαθίσταται οὕτω τροπῇ z εἰς x,

$$\int x^v e^{ax} (\text{συν } \beta x + \sqrt{-1} \acute{\eta}\mu. \beta x) \, dx = \frac{e^{ax} (\text{συν } \beta x + \sqrt{-1} \acute{\eta}\mu. \beta x)}{a + \beta \sqrt{-1}} \left[x^v \frac{v x^{v-1}}{a + \beta \sqrt{-1}} + \dots + \frac{v(v-1) \dots 2 \cdot 1}{(a + \beta \sqrt{-1})^v} \right] + \Lambda.$$

Ἴσοῦντες ἀλλήλοις τὰ τε πραγματικὰ καὶ τὰ φανταστικὰ μέρη ἀμφοτέρων τῶν μελῶν, ἐξομεν τὰς τιμὰς τῶν δύο ζητουμένων ὀλοκληρωτικῶν.

327. Ὄταν τὰ ὑπερβατικὰς συνεκθέσεις περιέχοντα ἀπειροστά, οὐχ ὀλοκληροῦνται πεπερασμένως, προσπαθοῦμεν τοῦλάχιστον ποιῆσαι ὅπως ἐξαρτῶνται ἀπ' ἐτέρων συνεκθέσεων ἀπλουστέρων. Ἀπάντων τῶν πρὸς τὸν σκοπὸν τοῦτον χρησιμεύοντων ἀναγωγικῶν τύπων, διακριτέοι εἰσὶν οἱ ἀρμόζοντες τοῖς διαφορικαῖς τοῦ σχήματος

$$\acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^\nu x \, dx,$$

μ καὶ ν δηλούντων ἀριθμοὺς οἷουςδήποτε θετικούς ἢ ἀρνητικούς.

Παρατηρήτέον κατὰ πρῶτον, ὅτι τὸ διαφορικὸν τοῦτο ἀγεται εὐκόλως εἰς τὰ διαφορικὰ διώνυμα περὶ ὧν ἤδη ἐπραγματεύθημεν. Τῶ ὄντι ἔχομεν·

$$\acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^\nu x \, dx = \acute{\eta}\mu.^\mu x (1 - \acute{\eta}\mu.^2 x)^{\frac{\nu}{2}} \, dx.$$

Θέτοντες δὲ

$$\acute{\eta}\mu. x = \tau, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad dx = \frac{\delta\tau}{\sqrt{1 - \tau^2}},$$

συνάγομεν

$$\acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^\nu x \, dx = \tau^\mu (1 - \tau^2)^{\frac{\nu-1}{2}} \delta\tau.$$

Ἄρα, τὸ τεθὲν διαφορικὸν ἔσεται ὀλοκληρώσιμον ὅταν $\frac{\mu+1}{2}$

ἦναι ἀριθμὸς ἀκέραιος· ἢτοι ὅταν μ ἦναι ἀριθμὸς ἀκέραιος περιττός, ἢ ν ἀριθμὸς ἀκέραιος περιττός, ἢ ὅταν μ-1-ν ἦναι ἀριθμὸς ἀκέραιος ἄρτιος.

Δυνάμεθα ὑποθέσαι $\text{συν } x = \tau$, τότε τὸ προτεθὲν διαφορικὸν ἀποκαθίσταται

$$- \tau^\nu (1 - \tau^2)^{\frac{\mu-1}{2}} \delta\tau,$$

ὁμοίως δὲ συνάγομεν ἐντεῦθεν συνεπέως.

328. Ἄντι τῶν προειρημένων μεταμορφώσεων δυνάμεθα ἐφαρμόσαι ἀμέσως ἐπὶ τὸ προτεθὲν διαφορικὸν τὴν μοιρικὴν ὀλοκλήρωσιν. Οὕτως εὐρίσχομεν·

$$(1) \int \acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^\nu x \, dx = \frac{\acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^\nu x}{\mu + 1} + \frac{\nu - 1}{\mu + 1} \int \acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^{\nu-2} x \, dx.$$

Ἄλλὰ

$$\int \acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^{\nu-2} x \, dx = \int (\acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^{\nu-2} x) (1 - \text{συν}^2 x) \, dx = \int \acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^{\nu-2} x \, dx - \int \acute{\eta}\mu.^\mu x \text{ συν}^\nu x \, dx.$$

Ἄντισταθόντες καὶ ἀπλοποιῶντες λαμβάνομεν·

(2) ∫ ήμ^μ x συν^ν x δx =

ήμ^{μ+1} x συν^{ν-1} x / (μ + ν) + ∫ ήμ^μ x συν^{ν-2} x δx.

Τῷ τύπῳ τούτῳ ὁ ἐκθέτης ν, ὅταν ᾖναι θετικὸς, μειοῦται δυοὶ μονάσι, μὴ μεταβαλλομένου τοῦ μ. Ἐξαιρετέον τὴν περίπτωσιν καθ' ἣν μ + ν = 0, ἣν μετ' οὐ πολὺ ἐξετάσομεν. Ἐξακολουθοῦντες κατὰ τὸν αὐτὸν τρόπον, τῇ ὑποθέσει ὅτι ἡ ῥηθεῖσα ἐξαιρέσις δὲν παρουσιάζεται μέχρι τέλους τῶν λογισμῶν, ὁ ἐκθέτης τοῦ συν x, εἰ ἀκέραιος ἐστίν, ἐλαττωθήσεται μέχρι 0 ἢ 1.

Διευθυνομένης διαφόρως τῆς μεθόδου, ἐλαττοῦμεν τὸν ἐκθέτην τοῦ ήμ. x.

(3) ∫ ήμ^μ x συν^ν x δx =

συν^{ν+1} x ήμ^{μ-1} x / (ν + 1) + ∫ ήμ^{μ-2} x συν^{ν+2} x δx.

Ἀλλὰ

∫ ήμ^{μ-2} x συν^{ν+2} x δx = ∫ (ήμ^{μ-2} x συν^ν x) (1 - ήμ² x) δx = ∫ ήμ^{μ-2} x συν^ν x δx - ∫ ήμ^μ x συν^ν x δx.

Ἄντισταγοντες ἐν τῷ προηγουμένῳ τύπῳ καὶ ἀπλοποιοῦντες λαμβάνομεν

(4) ∫ ήμ^μ x συν^ν x δx =

ήμ^{μ-1} x συν^{ν+1} x / (μ + ν) + ∫ ήμ^{μ-2} x συν^ν x δx.

Ἐξαιρέσει καὶ αὐθις τῆς περιπτώσεως μ + ν = 0, δυνατὸν ἐλαττωῖσαι τὸν ἐκθέτην τοῦ ήμ. x καθ' οἷονδ' ἕποτε ἀριθμὸν ἄρτιον, εἰ δὲ ἀκέραιος ἐστίν ὁ ἐκθέτης οὗτος μειωθήσεται μέχρι 0 ἢ 1, τοῦ ἐκθέτου τοῦ συν x μένοντος τοῦ αὐτοῦ. Ἐὰν ἀμφότεροι οἱ ἐκθέται οὗτοι ᾖσιν ἀκέραιοι, ἐλαττοῦμεν αὐτοὺς διαδοχικῶς, κατὰ τὸ δυνατόν, μένοντας ἀεί-

ποτε θετικῶς. Ἐν τέλει δὲ καταντῶμεν εἰς μίαν τῶν ἐξῆς ἐκθέσεων

∫ δx, ∫ συν x δx, ∫ ήμ. x δx, ∫ ήμ. x συν x δx,

ἃς μετ' ὀλίγον δεῖξομεν τίνι τρόπῳ ὀλοκληροῦμεν.

Τελευσίτω ἡδὴ ὅτι, τοῦ ἐκθέτου μ ὄντος θετικοῦ, ν εἶναι ἀρνητικὸς. Ὁ τύπος (2), τρεπομένου ν εἰς -ν, δίδει

∫ ήμ^μ x / συν^ν x δx = ήμ^{μ+1} x / ((μ - ν) συν^{ν+1} x) - (ν + 1) / (μ - ν) ∫ ήμ^μ x / συν^{ν+2} x δx.

Τοῦ ἐκθέτου τοῦ συν x ὄντος πύξημένου δυοὶ μονάσι, ληπτέον τὴν τιμὴν τοῦ ἐν τῷ δευτέρῳ μέλει ὀλοκληρωτικοῦ. Εὐρίσκομεν, καθιστῶντες ν ἀντὶ ν + 2,

(5) ∫ ήμ^μ x / συν^ν x δx = ήμ^{μ+1} x / ((ν - 1) συν^{ν-1} x) - (ν - μ - 2) / (ν - 1) ∫ ήμ^μ x / συν^{ν-2} x δx.

Ὁ τύπος οὗτος δὲν ἐφαρμόζεται ὅταν ν = 1. Ἐὰν συγχρόνως μ ᾖναι ἀκέραιος, καταβιβάζομεν αὐτὸν διὰ τοῦ τύπου (4), καὶ καταντῶμεν εἰς τὰς ἐκθέσεις

∫ ήμ. x / συν x δx, ἢ ∫ δx / συν x,

ἃς μετὰ μικρὸν ὀλοκληρώσομεν.

Εἰ τὸναντίον, ν μὲν εἶναι θετικὸς μ δὲ ἀρνητικὸς, ἀντικαθιστῶμεν -μ ἀντὶ τοῦ τελευταίου ἐν τῷ τύπῳ (4), ὅπερ δίδει

∫ συν^ν x / ήμ^μ x δx = συν^{ν+1} x / ((μ - ν) ήμ^{μ-1} x) + (μ + 1) / (μ - ν) ∫ συν^ν x / ήμ^{μ-2} x δx.

Τοῦ ἐκθέτου τοῦ ήμ. x πύξημένου ὄντος δυοὶ μονάσιν, ἐξακτέον τὴν τιμὴν τοῦ ἐν τῷ δευτέρῳ μέλει ὀλοκληρωτικοῦ. Τρέπομεν μ + 2 εἰς μ, καὶ ἔχομεν

$$(6) \int \frac{\text{συν}^\nu x \delta x}{\eta\mu^\mu x} = \frac{\text{συν}^{\nu+1} x}{(\mu-1)\eta\mu^{\mu-1} x} + \frac{\mu-\nu-2}{\mu-1} \int \frac{\text{συν}^\nu x}{\eta\mu^{\mu-2} x} \delta x.$$

Ο τύπος ούτος δέν εφαρμόζεται όταν $\mu = 1$. Τότε ελαττωμέν τον του $\text{συν } x$ εκθέτην· όταν δέ ούτος ηναι άκεραιος καταντῶμεν εις την έτεραν των εκθέσεων

$$\int \frac{\text{συν } x}{\eta\mu x}, \quad \eta \quad \int \frac{\delta x}{\eta\mu x}.$$

Τελείσθωσαν τέλος άμφότεροι οι εκθέται μ, ν , άρνητικοί. Καθιστῶμεν άντ' αούτων $-\mu$ και $-\nu$. Ο τύπος (2) δίδει·

$$\int \frac{\delta x}{\eta\mu^\mu x \text{συν}^\nu x} = \frac{-1}{(\mu-1)\eta\mu^{\mu-1} x \text{συν}^{\nu+1} x} + \frac{\nu+1}{\mu-1} \int \frac{\delta x}{\eta\mu^\mu x \text{συν}^{\nu+2} x},$$

η, λαμβάνοντες την τιμήν του δευτέρου ολοκληρωτικού και τρέποντες $\nu+2$ εις ν ,

$$(7) \int \frac{\delta x}{\eta\mu^\mu x \text{συν}^\nu x} = \frac{1}{(\nu-1)\eta\mu^{\mu-1} x \text{συν}^{\nu-1} x} + \frac{\mu-1-\nu-2}{\mu-1} \int \frac{\delta x}{\eta\mu^\mu x \text{συν}^{\nu-2} x}.$$

Καθ' όμοιον τρόπον εκ του τύπου (1) συνάγομεν·

$$\int \frac{\delta x}{\eta\mu^\mu x \text{συν}^\nu x} = \frac{1}{(\mu-1-\nu)\eta\mu^{\mu-1} x \text{συν}^{\nu-1} x} + \frac{\mu-1}{\mu-1-\nu} \int \frac{\delta x}{\eta\mu^{\mu-2} x \text{συν}^\nu x}.$$

Έξάγοντες δ' έντεθθεν την τιμήν του δευτέρου ολοκληρωτικού και καθιστώντες μ άντι $\mu-2$,

$$(8) \frac{\delta x}{\eta\mu^\mu x \text{συν}^\nu x} = \frac{-1}{(\mu-1)\eta\mu^{\mu-1} x \text{συν}^{\nu-1} x} + \frac{\mu-1-\nu-2}{\mu-1} \int \frac{\delta x}{\eta\mu^{\mu-2} x \text{συν}^\nu x}.$$

Διά των τύπων (7) και (8) ελαττωθήσονται, κατά τον όσον δυνατόν μείζονα άριθμόν άρτιον, οι εκθέται των $\eta\mu x$ και $\text{συν } x$. Μόνη εξαιρετέα περίπτωση εις $\mu = 1$, η $\nu = 1$ · αλλά τότε, υποτιθεμένων μ και ν άκεραίων, καταντῶμεν εις μίαν των εκθέσεων·

$$\int \frac{\delta x}{\eta\mu x}, \quad \int \frac{\delta x}{\text{συν } x}, \quad \int \frac{\delta x}{\eta\mu x \text{συν } x}.$$

329. Ανακεφαλαιοῦντες τας μερικάς περιπτώσεις εις δς άγει η των προαποδοθεισών μεθόδων εφαρμογή, συνάγομεν ότι, όταν οι εκθέται μ και ν ὄσιν άκεραιοι, καταντῶμεν αείποτε εις έν των εξής ολοκληρωτικών·

$$\int \delta x, \quad \int \text{συν } x \delta x, \quad \int \eta\mu x \delta x, \quad \int \eta\mu x \text{συν } x \delta x, \\ \int \frac{\eta\mu x}{\text{συν } x} \delta x, \quad \int \frac{\text{συν } x}{\eta\mu x} \delta x, \quad \int \frac{\delta x}{\eta\mu x \text{συν } x}, \quad \int \frac{\delta x}{\eta\mu x}, \\ \int \frac{\delta x}{\text{συν } x}, \quad \int \frac{\eta\mu^\mu x}{\text{συν}^\mu x} \delta x, \quad \int \frac{\text{συν}^\mu x}{\eta\mu^\mu x} \delta x.$$

Τας τιμάς των τεσσάρων πρώτων λαμβάνομεν άμέσως· εισι δέ άμοιβαίως αι εξής·

$$\int \delta x = x + \Lambda, \quad \int \text{συν } x \delta x = \eta\mu x + \Lambda, \\ \int \eta\mu x \delta x = -\text{συν } x + \Lambda, \quad \int \eta\mu x \text{συν } x \delta x = \frac{1}{2} \eta\mu^2 x + \Lambda.$$

Έν ταις δυσίν έφεξής ο άριθμητής είναι το διαφορικόν του παρονομαστοῦ, πλην του σημείου άρα,

$$\int \frac{\eta\mu x}{\text{συν } x} \delta x = -\lambda \text{συν } x + \Lambda, \\ \int \frac{\text{συν } x}{\eta\mu x} \delta x = \lambda \eta\mu x + \Lambda.$$

Το έβδομον ολοκληροῦται τη διαίρεσει άμφοτέρων των όρων αούτου διά $\text{συν}^2 x$.

$$\int \frac{\delta x}{\eta\mu x \sigma\upsilon\nu x} = \int \frac{\frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu^2 x}}{\frac{\eta\mu x}{\sigma\upsilon\nu x}} = \int \frac{\delta \cdot \acute{\epsilon}\varphi x}{\acute{\epsilon}\varphi x} = \lambda \acute{\epsilon}\varphi x + \Lambda,$$

Τὸ $\frac{\delta x}{\eta\mu x}$ ὀλοκληροῦται τῇ διαιρέσει τῶν δύο αὐτοῦ ὄρων διὰ $\sigma\upsilon\nu^2 \frac{1}{2} x$, ἀφοῦ προηγουμένως τεθῆ ἄντι $\eta\mu x$ τὸ ἴσον αὐτῷ $2\eta\mu \frac{1}{2} x \sigma\upsilon\nu \frac{1}{2} x$.

$$\int \frac{\delta x}{\eta\mu x} = \int \frac{\frac{\delta \cdot \frac{1}{2} x}{\sigma\upsilon\nu^2 \frac{1}{2} x}}{\frac{\eta\mu \frac{1}{2} x}{\sigma\upsilon\nu \frac{1}{2} x}} = \int \frac{\delta \cdot \acute{\epsilon}\varphi \frac{1}{2} x}{\acute{\epsilon}\varphi \frac{1}{2} x} = \lambda \acute{\epsilon}\varphi \frac{1}{2} x + \Lambda,$$

Τὸ ὀλοκληρωτικὸν $\int \frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu x}$ ἄγεται εἰς τὸ $\int \frac{\delta x}{\eta\mu x}$,

$$\begin{aligned} \int \frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu x} &= \int \frac{\delta x}{\eta\mu (\frac{1}{2} \Pi - x)} = - \int \frac{\delta (\frac{1}{2} \Pi - x)}{\eta\mu (\frac{1}{2} \Pi - x)} \\ &= - \lambda \acute{\epsilon}\varphi (\frac{1}{2} \Pi - \frac{1}{2} x) + \Lambda = \lambda \acute{\epsilon}\varphi (\frac{1}{2} \Pi + \frac{1}{2} x) + \Lambda. \end{aligned}$$

330. Ὑπολείπεται ἤδη ἡ ὀλοκλήρωσις τῶν δύο ἐκθέσεων $\frac{\eta\mu^v x}{\sigma\upsilon\nu^v x} \delta x$, $\frac{\sigma\upsilon\nu^v x}{\eta\mu^v x} \delta x$, ὧν ἡ ἑτέρα ἄγεται εἰς τὴν ἑτέραν τροπῇ τοῦ x εἰς $\frac{1}{2} \Pi - x$.

Ὁ τύπος (1), ὑποτιθεμένου v ἀρνητικοῦ καὶ ἴσου $- \mu$, καθίσταται

$$\int \acute{\epsilon}\varphi^\mu x \delta x = \frac{\acute{\epsilon}\varphi^{\mu-1} x}{\mu + 1} - \int \acute{\epsilon}\varphi^{\mu-2} x \delta x.$$

ὅθεν συνάγομεν, θέτοντες μ ἀντὶ $\mu - 1 - 2$,

$$\int \acute{\epsilon}\varphi^\mu x \delta x = \frac{\acute{\epsilon}\varphi^{\mu-1} x}{\mu - 1} - \int \acute{\epsilon}\varphi^{\mu-2} x \delta x.$$

Ἐξακολουθοῦντες καταβιβάζειν τὸν ἐκθέτην μ κατὰ δύο μονάδας, καταστήσομεν εἰς τὰ ὀλοκληρωτικά, προηγουμένως ὀρισθέντα,

$$\int \delta x, \quad \eta \quad \int \acute{\epsilon}\varphi x \delta x = \int \frac{\eta\mu x}{\sigma\upsilon\nu x} \delta x.$$

Ὡσαύτως εὐρίσκομεν

$$\int \sigma\upsilon\nu\varphi^\mu x \delta x = - \frac{\sigma\upsilon\nu\varphi^{\mu-1} x}{\mu - 1} - \int \sigma\upsilon\nu\varphi^{\mu-2} x \delta x.$$

Ὁ τύπος οὗτος ἄγει εἰς ἓν τῶν ὀρισθέντων ἤδη ὀλοκληρωτικῶν,

$$\int \delta x, \quad \eta \quad \int \sigma\upsilon\nu\varphi x \delta x = \int \frac{\sigma\upsilon\nu x}{\eta\mu x} \delta x.$$

331. Ἐφαρμοζομένων τῶν αὐτῶν κανόνων πρὸς ὀρισμὸν τῶν ὀλοκληρωτικῶν

$$\begin{aligned} \int \eta\mu^v x \delta x, \quad \int \sigma\upsilon\nu^v x \delta x, \quad \int \acute{\epsilon}\varphi^v x \delta x, \\ \int \sigma\upsilon\nu\varphi^v x \delta x, \quad \int \frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu^v x}, \quad \int \frac{\delta x}{\eta\mu^v x}, \end{aligned}$$

εὐρίσκομεν τὰ ἐν τῷ ὀπισθεν πινάκι ἐξαγόμενα.

1ον. Τοῦ ἐκθέτου ν ἀφαιρού ὄντος·

$$\int \acute{\iota}\mu^{\nu} x \delta x = \frac{\sigma\nu x}{\nu} \left(\acute{\iota}\mu^{\nu-1} x + \frac{\nu-1}{\nu-2} \acute{\iota}\mu^{\nu-3} x + \dots + \frac{3.5\dots[\nu-3][\nu-1]}{2.4\dots[\nu-4][\nu-2]} \acute{\iota}\mu x \right) + \frac{1.3\dots[\nu-3][\nu-1]}{2.4\dots[\nu-2]} x + A.$$

$$\int \sigma\nu^{\nu} x \delta x = \frac{\acute{\iota}\mu x}{\nu} \left(\sigma\nu^{\nu-1} x + \frac{\nu-1}{\nu-2} \sigma\nu^{\nu-3} x + \dots + \frac{3.5\dots[\nu-3][\nu-1]}{2.4\dots[\nu-4][\nu-2]} \sigma\nu x \right) + \frac{1.3\dots[\nu-3][\nu-1]}{2.4\dots[\nu-2]} x + A.$$

$$\int \acute{\epsilon}\rho^{\nu} x \delta x = \frac{\acute{\epsilon}\rho^{\nu-1} x}{\nu-1} - \frac{\acute{\epsilon}\rho^{\nu-3} x}{\nu-3} + \dots \pm \acute{\epsilon}\rho x \mp x + A.$$

$$\int \sigma\nu\acute{\epsilon}\rho^{\nu} x \delta x = - \frac{\sigma\nu\acute{\epsilon}\rho^{\nu-1} x}{\nu-1} + \frac{\sigma\nu\acute{\epsilon}\rho^{\nu-3} x}{\nu-3} - \dots \pm \sigma\nu\acute{\epsilon}\rho x \mp x + A.$$

$$\int \tau\acute{\epsilon}\mu^{\nu} x \delta x = \frac{\acute{\iota}\mu x}{\nu-1} \left(\tau\acute{\epsilon}\mu^{\nu-1} x + \frac{\nu-2}{\nu-3} \tau\acute{\epsilon}\mu^{\nu-3} x + \dots + \frac{2.4\dots[\nu-4][\nu-2]}{1.3\dots[\nu-5][\nu-3]} \tau\acute{\epsilon}\mu x \right) + A.$$

$$\int \sigma\nu\delta^{\nu} x \delta x = - \frac{\sigma\nu x}{\nu-1} \left(\sigma\nu\delta^{\nu-1} x + \frac{\nu-2}{\nu-3} \sigma\nu\delta^{\nu-3} x + \dots + \frac{2.4\dots[\nu-2]}{1.3\dots[\nu-3]} \sigma\nu\delta x \right) + A.$$

2ον. Τοῦ ἐκθέτου ν περιττοῦ ὄντος·

$$\int \acute{\iota}\mu^{\nu} x \delta x = - \frac{\sigma\nu x}{\nu} \left(\acute{\iota}\mu^{\nu-1} x + \frac{\nu-1}{\nu-2} \acute{\iota}\mu^{\nu-3} x + \dots + \frac{2.4\dots[\nu-3][\nu-1]}{1.3\dots[\nu-4][\nu-2]} \right) + A.$$

$$\int \sigma\nu^{\nu} x \delta x = \frac{\acute{\iota}\mu x}{\nu} \left(\sigma\nu^{\nu-1} x + \frac{\nu-1}{\nu-2} \sigma\nu^{\nu-3} x + \dots + \frac{2.4\dots[\nu-3][\nu-1]}{1.3\dots[\nu-4][\nu-2]} \right) + A.$$

$$\int \acute{\epsilon}\rho^{\nu} x \delta x = \frac{\acute{\epsilon}\rho^{\nu-1} x}{\nu-1} - \frac{\acute{\epsilon}\rho^{\nu-3} x}{\nu-3} + \dots \pm \frac{\acute{\epsilon}\rho^2 x}{2} \mp \lambda \sigma\nu x + A.$$

$$\int \sigma\nu\acute{\epsilon}\rho^{\nu} x \delta x = - \frac{\sigma\nu\acute{\epsilon}\rho^{\nu-1} x}{\nu-1} + \frac{\sigma\nu\acute{\epsilon}\rho^{\nu-3} x}{\nu-3} - \dots \pm \frac{\sigma\nu\acute{\epsilon}\rho^2 x}{2} \mp \lambda \acute{\iota}\mu x + A.$$

$$\int \tau\acute{\epsilon}\mu^{\nu} x \delta x = \frac{\acute{\iota}\mu x}{\nu-1} \left(\tau\acute{\epsilon}\mu^{\nu-1} x + \frac{\nu-2}{\nu-3} \tau\acute{\epsilon}\mu^{\nu-3} x + \dots + \frac{3.5\dots[\nu-2]}{2.4\dots[\nu-3]} \tau\acute{\epsilon}\mu^2 x \right) + \frac{1.3\dots[\nu-2]}{2.4\dots[\nu-1]} \lambda \acute{\epsilon}\rho \left(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4} \right) + A.$$

$$\int \sigma\nu\delta^{\nu} x \delta x = - \frac{\sigma\nu x}{\nu-1} \left(\sigma\nu\delta^{\nu-1} x + \frac{\nu-2}{\nu-3} \sigma\nu\delta^{\nu-3} x + \dots + \frac{3.5\dots[\nu-2]}{2.4\dots[\nu-3]} \sigma\nu\delta^2 x \right) + \frac{1.3\dots[\nu-2]}{2.4\dots[\nu-1]} \lambda \acute{\epsilon}\rho \frac{x}{2} + A.$$

332. Παρατηρητέον ὅτι, πολλάκις ἀπλούστερον εἶναι ἀναλύειν τὰ ὑπὸ τὴν μορφήν $\frac{\delta x}{\eta\mu^{\mu} \chi \sigma\upsilon\nu^{\nu} \chi}$ διαφορικά πολυπλα-

σιάζοντες αὐτὰ ἅπαξ ἢ πολλάκις ἐκ διαδοχῆς ἐπὶ $\eta\mu^2 \chi - \sigma\upsilon\nu^2 \chi$, ὅπερ οὐδὲν ἄλλως μεταβάλλει τὴν τιμὴν αὐτῶν, καὶ ὁλοκληροῦντες ἰδίᾳ ἅπαντα τὰ κλάσματα ἐν τῷ παρονομαστῇ τῶν ὑπολοίπων δὲν περιέχεται ἢ μία δύναμις τῶν τριγωνομετρικῶν γραμμῶν. Ἐν τέλει τῆς ἐργασίας καταντῶμεν εἰς ὄρους οἵτινες δυνατὸν νὰ περιέχωσι δυνάμεις τοῦ ἡμιτόνου ἢ τοῦ συνημιτόνου, ἢ οἵτινες ἔχουσι μίαν τῶν ἐξῆς μορφῶν

$$\int \frac{\delta x}{\eta\mu \chi \sigma\upsilon\nu \chi}, \quad \int \frac{\delta x}{\sigma\upsilon\nu \chi}, \quad \int \frac{\delta x}{\eta\mu \chi}.$$

Παρατηρητέον ὅτι, ἐνίοτε ἐπιωφελῶς ἀντικαθίστανται αἱ δυνάμεις τοῦ ἡμιτόνου καὶ τοῦ συνημιτόνου διὰ τῶν ἐκτυλιγμάτων αὐτῶν κατὰ συνεκθέσεις γραμμικὰς τῶν ἡμιτόνων καὶ τῶν συνημιτόνων τῶν πολλαπλασίων τοῦ χ .

333. Ἐπονται ὑποδείγματα τινὰ πρὸς ἀσκήσιν.

$$1) \int \frac{\delta \tau}{\alpha + \beta \sigma\upsilon\nu^2 \chi + \gamma \eta\mu^2 \chi} = \frac{1}{\sqrt{(\alpha + \beta)(\alpha + \gamma)}} \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\varphi \tau \sqrt{\frac{\alpha + \gamma}{\alpha + \beta}} + \Lambda.$$

Ὁλοκληροῦμεν θέτοντες $\acute{\epsilon}\varphi \chi = \tau$. Ἐὰν $\alpha + \gamma$ καὶ $\alpha + \beta$ δὲν ἔχωσι τὸ αὐτὸ σημεῖον, ἢ ἔκθεσις αὕτη τρέπεται εἰς λογάριθμον.

$$2) \int \frac{\delta x}{\alpha + \beta \sigma\upsilon\nu \chi}.$$

Ἡ ἐκθεσις αὕτη ἄγεται εἰς τὴν προηγουμένην τῇ ἀντικαταστάσει $\sigma\upsilon\nu^2 \frac{1}{2} \chi - \eta\mu^2 \frac{1}{2} \chi$ ἀντὶ $\sigma\upsilon\nu \chi$; τότε καθιστῶμεν $\acute{\epsilon}\varphi \frac{1}{2} \chi = \tau$.

$$3) \int \frac{x^{\mu} \delta x}{\sqrt{\lambda x}} = \Lambda +$$

$$x^{\mu+1} \left[\frac{1}{(\mu+1)\sqrt{\lambda x}} + \frac{1}{2(\mu+1)^2(\lambda x)^{\frac{3}{2}}} + \frac{1 \cdot 3}{4(\mu+1)^3(\lambda x)^{\frac{5}{2}}} + \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{8(\mu+1)^4(\lambda x)^{\frac{7}{2}}} + \dots \right].$$

$$4) \int \eta\mu^5 \chi \delta x = \frac{1}{6} \left(-\frac{1}{2} \sigma\upsilon\nu 5 \chi + \frac{5}{4} \sigma\upsilon\nu 3 \chi - 10 \sigma\upsilon\nu \chi \right) + \Lambda,$$

$$5) \int \frac{e^x \delta x}{(1+x)^2} = \frac{e^x}{1+x} + \Lambda.$$

$$6) \int \delta x \sqrt{1 - \sigma\upsilon\nu \chi} = -2\sqrt{2} \cdot \sigma\upsilon\nu \frac{1}{2} \chi + \Lambda.$$

$$7) \int \delta x \sqrt{1 + \sigma\upsilon\nu \chi} = 2\sqrt{2} \cdot \eta\mu \frac{1}{2} \chi + \Lambda.$$

$$8) \int \frac{\delta x}{\alpha \eta\mu \chi + \beta \sigma\upsilon\nu \chi} = \frac{1}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2}} \lambda \acute{\epsilon}\varphi \frac{\chi + k}{2} + \Lambda.$$

$$\acute{\epsilon}\theta\acute{\epsilon}\sigma\alpha\mu\epsilon\nu \frac{\beta}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2}} = \eta\mu k, \quad \frac{\alpha}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2}} = \sigma\upsilon\nu k.$$

$$9) \int \frac{\delta x}{\alpha \eta\mu \chi + \beta \sigma\upsilon\nu \chi + \gamma}.$$

Καθιστῶμεν $\acute{\epsilon}\varphi \frac{1}{2} \chi = \tau$, καὶ οὕτως ἔχομεν πρὸς ὁλοκλήρωσιν τὸ λογικὸν κλάσμα

$$\int \frac{2\delta \tau}{2\alpha \tau + \beta(1 - \tau^2) + \gamma(1 + \tau^2)},$$

ὅπερ δίδει, κατὰ τὰς περιπτώσεις,

$$\frac{2}{\sqrt{\gamma^2 - \beta^2 - \alpha^2}} \tau \acute{\omicron}\xi \acute{\epsilon}\varphi \frac{(\gamma - \beta) \acute{\epsilon}\varphi \frac{1}{2} \chi + \alpha}{\sqrt{\gamma^2 - \beta^2 - \alpha^2}} + \Lambda,$$

$$\eta \frac{1}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2 - \gamma^2}} \lambda \frac{(\gamma - \beta) \acute{\epsilon}\varphi \frac{1}{2} \chi + \alpha - \sqrt{\alpha^2 + \beta^2 - \gamma^2}}{(\gamma - \beta) \acute{\epsilon}\varphi \frac{1}{2} \chi + \alpha + \sqrt{\alpha^2 + \beta^2 - \gamma^2}}.$$

$$10) \int \frac{\lambda x \cdot \delta x}{(1-x)^2} = \frac{x \lambda x}{1-x} - \lambda \left(\frac{1}{1-x} \right) + \Lambda.$$

$$11) \int \frac{\delta x}{x \sqrt{x}} \lambda \left(\frac{1}{1-x} \right) = -\frac{2}{\sqrt{x}} \lambda \left(\frac{1}{1-x} \right) + 2\lambda \left(\frac{1 + \sqrt{x}}{1-x} \right) + \Lambda,$$

$$12) \int \frac{a^x \delta x}{x^v} = A - \frac{a^x}{(v-1)x^{v-1}} - \frac{a^x \lambda a}{(v-1)(v-2)x^{v-2}} - \dots - \frac{a^x (\lambda a)^{v-2}}{(v-1)(v-2)\dots 1 \cdot x} + \frac{(\lambda a)^{v-1}}{(v-1)(v-2)\dots 1} \int \frac{a^x \delta x}{x}$$

Ἐν τῷ ὑποδείγματι τούτῳ ἀδύνατον προχωρῆσαι τὸν λογαρισμὸν διότι ἢ ἐν τοῖς προηγουμένοις αὐτοῦ ὑπόθεσις $v = 1$ δίδει τὸ ἄπειρον, ἢ περ ἐμφανίζει ἀτοπίαν. Τὸ ὀλοκληρωτικὸν $\int \frac{a^x \delta x}{x}$ δὲν εὔρον μέχρι τοῦδε οἱ Γεωμετροῦντες θεωροῦσι δὲ αὐτὸ ὡς ἔκθεσιν ὑπερβατικὴν ἰδιάζουσαν, μὴ ἐξαρτωμένην οὔτε ἀπὸ τόξων κύκλου, οὔτε ἀπὸ λογαριθμῶν. Ἐν ἐλλείψει μεθόδου ἀκριβοῦς ποιῶσι χρῆσιν τῆς σειρᾶς [126],

$$\frac{a^x}{x} = \frac{1}{x} + \lambda a + \frac{(\lambda a)^2}{2} x + \frac{(\lambda a)^3}{2 \cdot 3} x^2 + \dots$$

ἐπομένως συνάγουσιν, ὀλοκληροῦντες ἕκαστον ὄρον ἰδίᾳ,

$$\int \frac{a^x \delta x}{x} = \lambda x + x \lambda a + \frac{x^2 (\lambda a)^2}{2 \cdot 2} + \frac{x^3 (\lambda a)^3}{3 \cdot 2 \cdot 3} + \dots + A$$

$$13) \int \frac{a^x \delta x}{1-x} = A +$$

$$a^x \left[\frac{1}{(1-x)\lambda a} + \frac{1}{(1-x)^2 (\lambda a)^2} + \frac{1 \cdot 2}{(1-x)^3 (\lambda a)^3} + \frac{1 \cdot 2 \cdot 3}{(1-x)^4 (\lambda a)^4} + \dots \right]$$

$$14) \int \frac{x^\mu \delta x}{(\lambda x)^v} = -\frac{x^{\mu+1}}{v-1} \left[\frac{1}{(\lambda x)^{v-1}} + \frac{(\mu+1)}{(v-2)(\lambda x)^{v-2}} + \dots \right] + \frac{(\mu+1)^{v-1}}{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots (v-1)} \int \frac{x^\mu \delta x}{\lambda x}$$

Ἐνταῦθα ἐπίσης σταματοῦμεν διότι λαμβάνοντες $v = 1$ εἰσάγομεν ἐν τῷ τύπῳ τὸ ἄπειρον. Ἀλλὰ θέτομεν

$$x^{\mu+1} = \tau, \quad \delta \theta \epsilon \nu \quad (\mu + 1)x^\mu \delta x = \delta \tau.$$

Ἐπομένως

$$\frac{x^\mu \delta x}{\lambda x} = \frac{\delta \tau}{\lambda \tau} = \frac{c^u \delta u}{u}, \quad (\lambda \tau = u).$$

Καταντῶμεν οὕτως εἰς ὑπερβατικὴν ἔκθεσιν, ὁμοίαν τῇ ἐν τῷ 12ῳ παραδείγματι, κατὰ προσέγγισιν ὀλοκληρουμένην.

ΣΗΜ. Ἐκ τῶν ἐξῆς ὑποδειγμάτων πληροφοροῦμεθα, ὅτι πολλάκις οἱ τριγωνομετρικοὶ τύποι χρησιμεύουσι τὰ μέγιστα εἰς τὰς ὀλοκληρώσεις.

15) Κατὰ γνωστὸν τριγωνομετρικὸν τύπον, ἔχοντες

$$\eta \mu \mu x \sigma \upsilon \nu \nu x = \frac{1}{2} \eta \mu [(\mu + \nu)x] + \frac{1}{2} \eta \mu [(\mu - \nu)x],$$

συνάγομεν

$$\int \eta \mu \mu x \sigma \upsilon \nu \nu x \delta x = A - \frac{\sigma \upsilon \nu [(\mu + \nu)x]}{2(\mu + \nu)} - \frac{\sigma \upsilon \nu [(\mu - \nu)x]}{2(\mu - \nu)}$$

16) $\int \eta \mu (\mu x + \nu) \sigma \upsilon \nu (\rho x + \kappa) \delta x =$

$$A - \frac{\sigma \upsilon \nu [(\mu + \rho)x + \nu + \kappa]}{2(\mu + \rho)} - \frac{\sigma \upsilon \nu [(\mu - \rho)x + \nu - \kappa]}{2(\mu - \rho)}$$

$$17) \int \frac{\delta x}{\eta \mu x} = \int \frac{-\delta \tau}{1 - \tau^2} =$$

$$\lambda \int \frac{1 - \sigma \upsilon \nu x}{1 + \sigma \upsilon \nu x} = \lambda \epsilon \phi \frac{1}{2} x + A.$$

$$18) \int \frac{\delta x}{\sigma \upsilon \nu x} = \int \frac{\delta \tau}{1 + \tau^2} =$$

$$\lambda \int \frac{1 + \eta \mu x}{1 - \eta \mu x} = -\lambda \epsilon \phi \left(\frac{\pi}{4} - \frac{x}{2} \right) + A.$$

ΣΤ'. ΠΕΡΙ ΤΗΣ ΔΙΑ ΣΕΙΡΩΝ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΕΩΣ.

334. Πᾶσα συνέκθεσις, ὡς γνωστὸν, ἀναπτύσσεται ἐν γένει κατὰ τὰς ἀκεραίας δυνάμεις τῆς μεταβλητῆς· δυνατὸν ἄρα λαβεῖν ὑπὸ τὴν αὐτὴν μορφήν τὸ ὀλοκληρωτικὸν παντὸς ἀπειροστοῦ. Οὕτως, ἐν γένει ἔχοντες [104]

$$\Sigma(x) = \Sigma(0) + \Sigma'(0)x + \frac{\Sigma''(0)}{1 \cdot 2} x^2 + \dots + \frac{\Sigma^{(\mu)}(0)}{1 \cdot 2 \dots \mu} x^\mu + \dots$$

ἐπίσης ἔχομεν·

$$\int \Sigma(x) dx = \Lambda + \Sigma(0)x + \frac{\Sigma'(0)}{1 \cdot 2} x^2 + \dots + \frac{\Sigma^{(\mu-1)}(0)}{1 \cdot 2 \dots (\mu-1)} x^{\mu-1} + \dots$$

Ἢ εἰς σειρὰν ἐκθεσις αὕτη τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ $\int \Sigma(x) dx$ χρησιμεύει ὡςάκις ἡ σειρὰ εἶναι προσχωροῦσα.

335. Ὄταν ἡ συνέκθεσις $\Sigma(x)$ ὑπάγῃται εἰς τὰς ἐξαιρετικὰς περιπτώσεις περὶ ὧν πραγματεύεται τὸ ἀρθ. ΙΓ'. [Μέρ. Α'.]· ἦτοι, ὅταν τὸ ἐκτύλιγμα τῆς συνεκθέσεως ταύτης περιέχῃ δυνάμεις τῆς x κλασματικὰς ἢ ἀρνητικὰς, οὐχ ἦττον ποιούμεν χρῆσιν τοῦ ἐκτυλίγματος τούτου πρὸς μὀρφωσιν τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ $\int \Sigma(x) dx$ εἰς σειρὰν, ἡ τοιαύτη δὲ ἐκθεσις χρησιμεύει πρὸς λογισμὸν τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ, ἐὰν ἡ σειρὰ ἦναι προσχωροῦσα.

336. Ἢ διὰ σειρᾶς ὀλοκλήρωσις, ἣτις καὶ κατὰ προσέγγισιν ὀλοκλήρωσις ὀνομάζεται, εἶναι ἐνίοτε τὸ ἀπλούστερον μέσον δι' οὗ συνιστᾶται τὸ ἐκτύλιγμα συνεκθέσεώς τινος κατὰ τὰς ἀκεραίας ἀνιούσας ἢ κατιούσας δυνάμεις τῆς μεταβλητῆς.

Π. γ., ἔχομεν

$$\delta. \lambda(1-x) = \frac{\delta x}{1-x} = \left(1 - x - x^2 - \dots \pm x^{v-1} \mp \frac{x^v}{1-x} \right) \delta x.$$

Ἄρα

$$\lambda(1-x) = \int \frac{\delta x}{1-x} = \Lambda + x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \dots \pm \frac{x^v}{v} \mp \int \frac{x^v \delta x}{1-x}$$

Τὴν ἀτρέπτου Λ ὀριστέον ἔτις ἡ ἰσότης ἀμφοτέρων τῶν μελῶν ὑπάρχῃ διὰ τὴν τυχοῦσαν τιμὴν τῆς x . Ἀλλὰ

καθιστῶντες $x = 0$, τὸ πρῶτον μέλος μηδενίζεται, ἡ δὲ σειρὰ τοῦ δευτέρου ἀφανίζεται· ἄρα $\Lambda = 0$. Ἐπομένως ἔχομεν, ὡς ἐν § 125,

$$\lambda(1-x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} + \frac{x^5}{5} - \frac{x^6}{6} + \dots$$

337. Ὅμοίως ἔχομεν·

$$\delta. \text{τόξ} \epsilon\phi x = \frac{\delta x}{1+x^2} = \left(1 - x^2 + x^4 - \dots \pm x^{v-1} \mp \frac{x^{v+1}}{1+x^2} \right) \delta x.$$

Ἐπομένως $\text{τόξ} \epsilon\phi x = \int \frac{\delta x}{1+x^2} =$

$$\Lambda - x + \frac{x^3}{3} - \frac{x^5}{5} + \frac{x^7}{7} - \dots \pm \frac{x^v}{v} \mp \int \frac{x^{v+1} \delta x}{1+x^2}$$

Τῆς δὲ ἀτρέπτου Λ οὔσης 0, ἔχομεν, ὡς ἐν § 129,

$$\text{τόξ} \epsilon\phi x = x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} - \frac{x^7}{7} + \frac{x^9}{9} - \dots$$

Παρατηρητέον ὅτι ἡ σειρὰ αὕτη δὲν εἶναι προσχωροῦσα, ἡ καθ' ὅσον x δὲν ὑπερβαίνει τὴν μονάδα. Δυνατὸν συστήσαι ἑτέραν οὔσαν τοῦναντίον προσχωροῦσαν ὅταν x μεῖζων ἦναι μονάδας, γράφοντες

$$\delta. \text{τόξ} \epsilon\phi = \frac{\delta x}{x^2 \left(1 + \frac{1}{x^2} \right)} = \frac{\delta x}{x^2} \left(1 - \frac{1}{x^2} + \frac{1}{x^4} - \frac{1}{x^6} + \dots \right)$$

ἔθεν

$$\text{τόξ} \epsilon\phi x = \Lambda - \frac{1}{x} + \frac{1}{3x^3} - \frac{1}{5x^5} + \frac{1}{7x^7} - \frac{1}{9x^9} + \dots$$

Ἐπειδὴ $x = \frac{1}{0}$ δίδει $\frac{1}{2} \Pi = \Lambda$, εὐρίσκομεν τέλος,

$$\text{τόξ} \epsilon\phi x = \frac{\Pi}{2} - \frac{1}{x} + \frac{1}{3x^3} - \frac{1}{5x^5} + \frac{1}{7x^7} - \frac{1}{9x^9} + \dots$$

Ἡ σειρά αὕτη δὲν χρησιμεύει ἢ καθ' ὅσον x περιλαμβάνεται μεταξύ 1 καὶ 1/6.

338. Ἐκ τῆς ἐξισώσεως

$$\delta \text{ τὸξ ἡμ. } x = \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}} = \delta \lambda \left(1 + \frac{1}{2}x^2 + \frac{1.3}{2.4}x^4 + \frac{1.3.5}{2.4.6}x^6 + \dots \right)$$

λαμβάνομεν καθ' ὅμοιον τρόπον, παρατηροῦντες ὅτι $\Lambda = 0$,

$$\text{τὸξ ἡμ. } x = x + \frac{1}{2} \frac{x^3}{3} + \frac{1.3}{2.4} \frac{x^5}{5} + \frac{1.3.5}{2.4.6} \frac{x^7}{7} + \dots$$

Καθιστῶντες $x = 1$ εὐρίσκομεν ὡς ἐξῆς τὴν ἔκθεσιν τοῦ ἀριθμοῦ Π, λόγου τῆς διαμέτρου πρὸς τὴν περιφέρειαν.

$$\frac{\Pi}{2} = 1 + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} + \frac{1.3}{2.4} \cdot \frac{1}{4} + \frac{1.3.5}{2.4.6} \cdot \frac{1}{6} + \frac{1.3.5.7}{2.4.6.8} \cdot \frac{1}{8} + \dots$$

339. Τὴν συνέκθεσιν $\int \Sigma(x) \delta x$ ἀναπτύσσομεν καὶ διὰ τοῦ τύπου τοῦ *I. Βερνούλλι*, δίδοντας δι' οἰανδήποτε συνέκθεσιν ψ ,

$$\psi = \psi_0 + x \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{x^2}{1.2} \frac{\delta^2 \psi}{\delta x^2} + \frac{x^3}{1.2.3} \frac{\delta^3 \psi}{\delta x^3} + \dots$$

ψ_0 οὕτως τῆς τιμῆς τῆς ψ συστοιχοῦσας τῇ $x = 0$. ὑποθέτοντες $\psi = \int \Sigma(x) \delta x$, καὶ $\psi_0 = \Lambda$, ἔχομεν

$$\int \Sigma(x) \delta x = \Lambda + x \Sigma(x) - \frac{x^2}{1.2} \Sigma'(x) + \frac{x^3}{1.2.3} \Sigma''(x) - \dots$$

Τὸν αὐτὸν τύπον λαμβάνομεν ολοκληροῦντες μοιρικῶς τὸ διαφορικὸν $\Sigma(x) \delta x$. Τῷ ὄντι, ἔχομεν διαδοχικῶς

$$\int \Sigma(x) \delta x = x \Sigma(x) - \int x \Sigma'(x) \delta x,$$

$$\int x \Sigma'(x) \delta x = \frac{x^2}{1.2} \Sigma'(x) - \int \frac{x^2}{1.2} \Sigma''(x) \delta x,$$

$$\int \frac{x^2}{1.2} \Sigma''(x) \delta x = \frac{x^3}{1.2.3} \Sigma''(x) - \int \frac{x^3}{1.2.3} \Sigma'''(x) \delta x.$$

Ἐάν, ἐξακολουθοῦντες ἐπ' ἄπειρον τὰς ολοκληρώσεις ταύτας, τὸ ἔσχατον ολοκληρωτικὸν τείνη πρὸς τὸ μηδέν, ἔχομεν, ἐκτελοῦντες τὰς ἀντεισαγωγὰς, προσθέτοντες δὲ τὸν κατ' ἀρέσκειαν ἀτρεπτον ὄρον, τὸν τύπον περὶ οὗ ὁ λόγος.

$$\text{Ἔστω } \int \frac{\delta x}{a+x} = \lambda(a+x). \quad \text{Ἔχομεν}$$

$$\lambda(a+x) = \lambda a + \frac{x}{a+x} + \frac{x^2}{2(a+x)^2} + \dots + \frac{x^v}{v(a+x)^v}.$$

340. Ὄταν ἡ συνέκθεσις $\Sigma(x)$ ἀγῆται ὑπὸ τὴν μορφήν γινομένου, ὡς τὸ $\Phi(x) \cdot \Psi(x)$, δύο ἢ πλείονων παραγόντων, ἀναλύομεν τὸν ἓνα ἐξ αὐτῶν εἰς σειράν, ἀρκεῖ οἱ ἕτεροι παράγοντες πολυπλασιαζόμενοι ἐπὶ τοὺς διαφορούς ὄρους τῆς σειράς ταύτης νὰ δίδωσι γινόμενα ολοκληρώσιμα. Π. χ., προκείσθω τὸ διαφορικὸν, ἀπαντῶμενον ἐν τῷ λογισμῷ τῆς κινήσεως τοῦ ἐκκενροῦς,

$$\delta \psi = \frac{\delta x}{\sqrt{ax-x^2} \sqrt{1-\epsilon x}}.$$

Ἀναπτύσσομεν $(1-\epsilon x)^{-1/2}$, ἐάν $\epsilon x < 1$ παραλειπομένων τῶν σημείων, καὶ ἔχομεν

$$\psi = \int \frac{\delta x}{\sqrt{ax-x^2}} \left(1 + \frac{1}{2} \epsilon x + \frac{1.3}{2.4} \epsilon^2 x^2 + \frac{1.3.5}{2.4.6} \epsilon^3 x^3 + \dots \right).$$

Ἐκαστος ὄρος τῆς σειράς δίδει πρὸς ὀλοκλήρωσιν ἀπειροστὸν τοῦ σχήματος $\frac{x^m \delta x}{\sqrt{ax-x^2}}$, ὀλοκληρούμενον κατὰ § 320.

Ἀναλόγως ἐργαζόμενοι καὶ ἐπὶ τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ

$$\int \frac{\delta x \sqrt{1-\gamma^2 x^2}}{\sqrt{1-x^2}},$$

εὐρίσκομεν, καλοῦντες, συντομίας χάριν, τὸξ ἡμ. $x = T$,

$$\int \frac{\delta x \sqrt{1 - \gamma^2 x^2}}{\sqrt{1 - x^2}} = T + \frac{1}{2} \gamma^2 \left(\frac{1}{2} x \sqrt{1 - x^2} - \frac{1}{2} T \right) + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \gamma^4 \left[\left(\frac{1}{4} x^3 + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} x \right) \sqrt{1 - x^2} - \frac{1}{2} \cdot \frac{3}{4} T \right] + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{3}{8} \gamma^6 \left[\left(\frac{1}{8} x^5 + \frac{1}{2} \cdot \frac{3}{8} x^3 + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{3}{8} x \right) \sqrt{1 - x^2} - \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{4} \cdot \frac{3}{8} T \right] + \dots + \Lambda.$$

341. Τελευταίον υπόδειγμα τῆς κατὰ προσέγγισιν ολοκληρώσεως προτεινόμεν τὸ ἐξῆς. Τὸ ολοκληρωτικὸν ἐλάβομεν ἀναπτύξαντες προηγουμένως x^{nx} κατὰ τὴν γνωστὸν τύπον. Συγκροτεῖται δὲ ἐξ ἀπείρου ἀριθμοῦ σειρῶν ἀπεριόριστως ἐκτεινομένων.

$$\int x^{nx} \delta x = x \left[1 - \frac{nx}{2^2} + \frac{n^2 x^2}{3^3} - \frac{n^3 x^3}{4^4} + \frac{n^4 x^4}{5^5} - \dots \right] + \frac{nx^2 \lambda x}{1} \left[\frac{1}{2} - \frac{nx}{3^2} + \frac{n^2 x^2}{4^3} - \frac{n^3 x^3}{5^4} + \frac{n^4 x^4}{6^5} - \dots \right] + \frac{n^2 x^3 (\lambda x)^2}{1 \cdot 2} \left[\frac{1}{4} - \frac{nx}{4^2} + \frac{n^2 x^2}{5^3} - \frac{n^3 x^3}{6^4} + \frac{n^4 x^4}{7^5} - \dots \right] + \frac{n^3 x^4 (\lambda x)^3}{1 \cdot 2 \cdot 3} \left[\frac{1}{5} - \frac{nx}{5^2} + \frac{n^2 x^2}{6^3} - \frac{n^3 x^3}{7^4} + \frac{n^4 x^4}{8^5} - \dots \right] + \dots + \Lambda.$$

Σ'. ΠΕΡΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΤΙΚΩΝ ΕΠΙΣΜΕΝΩΝ.

342. Συμφώνως πρὸς τὰς ἐν ἀρθ. Α' ἐκτεθείσας θεωρίας, προκλήθω ἐν γένει $\sigma(x) \delta x$ συνέκθεσις τις διαφορικῆ τῆς μεταβλητῆς x , ἢς $\Sigma(x)$ δηλώσω τὸ ολοκληρωτικὸν ἢτοι ἡ συνέκθεσις ἢτις διαφορίζομενη δίδει $\sigma(x) \delta x$. Τοῦτο περὶ τῶν γράφωνται:

$$\delta \Sigma(x) = \sigma(x) \delta x, \quad \text{ἢ γενικώτερον,} \quad \delta[\Lambda + \Sigma(x)] = \sigma(x) \delta x.$$

Ἐπίσης ἡ συνέκθεσις $\Sigma(x)$ παράγεται ἐκ τῆς διαφορικῆς $\sigma(x) \delta x$, δοθείσης διὰ τῶν προαποδομένων μεθόδων. Τοῦτου τεθέντος, κατὰ § 274, πᾶσα συνέκθεσις $\Lambda + \Sigma(x)$ ἐν γένει θεωρεῖται ὡς ἐμφαινίονσα τὸ κεφάλαιον ἀπείρου ἀριθμοῦ τιμῶν τοῦ διαφορικοῦ αὐτῆς $\sigma(x) \delta x$. Ἐφ' ὅσον ἡ ἀντροπτος Λ μένει ἀόριστος, ἡ τιμὴ τῆς x ἀφ' ἧς ἤρχισαμεν προσθέτειν τὰ ἀπειροστὰ εἶναι ἐπίσης ἀόριστος. Ὅσον ἀφορᾷ τὴν τιμὴν τῆς x ἐν ἣ τὸ ἄθροισμα λήγει, αὕτη εἶναι ἡ αὐτὴ τιμὴ τῆς μεταβλητῆς x οὔσα ὑπὸ τὸ σύμβολον Σ τῆς συνέκθεσεως.

343. Παρατηρητέον ἔτι, ὅτι ἐν πλείστοις ζητήμασιν ἀπαιτεῖται ἡ μὴ ῥωσις τοῦ κεφαλαίου ἀπείρου ἀριθμοῦ τιμῶν διαφορικοῦ προτεθέντος, λαμβανομένου τοῦ δε τοῦ κεφαλαίου ἀπὸ τινος τιμῆς x_0 τῆς x , ἀφ' ἧς τὰ διαδοχικὰ ἀπειροστὰ ὑποτίθενται προσθετόμενα ἀλλήλοις, μέχρις ἐτέρας τιμῆς x_1 τῆς αὐτῆς μεταβλητῆς, πέραν τῆς ὑποίας δὲν προχωρεῖ ἡ πρόσθεσις αὐτῶν. Τὸ ἄθροισμα τοῦτο ἐκτίθεται ἀναλυτικῶς τῶ ἐξῆς γενικῶ τρόπῳ,

$$\int_{x_0}^{x_1} \sigma(x) \delta x.$$

τιθεμένων, κάτω μὲν τοῦ σημείου f , τῆς τιμῆς τῆς μεταβλητῆς ἀφ' ἧς ἀρχεται ἡ πρόσθεσις τῶν διαφορικῶν, ἀνω δ' αὐτοῦ, τῆς τιμῆς τῆς μεταβλητῆς ἐν ἣ λήγει ἡ πρόσθεσις αὕτη. Τὴν ἐκθεσιν περὶ ἧς πρόκειται ὀνομάζουσιν ὀλοκληρωτικὸν ὀρισμένον, ἐννοοῦντες οὕτως, ὅτι τὸ ολοκληρωτικὸν ἢ τὸ ἄθροισμα τῶν διαφορικῶν λαμβάνεται μεταξὺ ὀρίων προσδιορισμένων· x_0 εἶναι τὸ κατώτερον ὄριον, καὶ x_1 τὸ ἀνώτερον ὄριον τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ.

Ἐἰς ἀντίθεσιν τῶν ὀρισμένων ὀλοκληρωτικῶν, ἀόριστοι μαθηματικοὶ δίδουσι πολλάκις τὸ ὄνομα ὀλοκληρωτικῶν ἀόριστων τῇ ἐκθέσει $\Lambda + \Sigma(x)$ (περὶ ἧς πραγματεύομεθα ἐν τοῖς προηγουμένοις), ἐκπληρούσης γενικώτατα τὸν ὅρον τοῦ ἔργου διαφορικοῦ $\sigma(x) \delta x$, καὶ ἐμφανίσθη τὸ ἄθροισμα τῶν τιμῶν τοῦ διαφορικοῦ τούτου λαμβανόμενον ἀπὸ τινος τιμῆς ἀορί-

σπου τῆς x , μέχρι τῆς τυχούσης τιμῆς δεδομένης τῆ μεταβλητῆ ταύτῃ ἐν τῷ ὄρῳ $\Sigma(x)$. Ἀλλὰ, γνωστοῦ ὄντος τοῦ ἀορίστου ὀλοκληρωτικοῦ διαφορικοῦ δοθέντος, λαμβάνομεν ἐν γένει ἀμέσως ἐν ὀλοκληρωτικὸν ὠρισμένον, ἀφορῶν τὸ αὐτὸ διαφορικὸν μεταξὺ ὀρίων οἰωνδῆποτε. Τῷ ὄντι, ἐὰν ἐν τῇ ἐκθέσει $\Lambda + \Sigma(x)$ θέσωμεν $x = x_0$, ἔξομεν τὴν $\Lambda + \Sigma(x_0)$, ἐμφαίνουσιν τὸ ἄθροισμα τῶν τιμῶν τοῦ διαφορικοῦ $\sigma(x)dx$ λαμβανόμενον ἀπὸ τιμῆς ἀορίστου τῆς x μέχρι τῆς x_0 . Ἐὰν δὲ ἐν τῇ αὐτῇ ἐκθέσει θέσωμεν $x = x_\omega$, τῆς ἀτρέπτου Λ μενούσης τῆς αὐτῆς, ἔξομεν τὴν $\Lambda + \Sigma(x_\omega)$, ἐμφαίνουσιν τὸ ἄθροισμα τῶν τιμῶν τοῦ διαφορικοῦ τούτου λαμβανόμενον ἀπὸ τῆς αὐτῆς ἀορίστου τιμῆς τῆς x μέχρι τῆς x_ω . Ἄρα, ἡ ἀπ' ἀλλήλων διαφορὰ τῶν δύο τούτων ἐκθέσεων

$$\Sigma(x_\omega) - \Sigma(x_0),$$

ἐμφαίνει τὸ ἄθροισμα τῶν τιμῶν τοῦ περι οὗ λόγος διαφορικοῦ, ληφθὲν ἀπὸ τῆς τιμῆς x_0 τῆς x μέχρι τῆς τιμῆς x_ω . Κατὰ τὰ προεκτεθέντα δῆλον ὅτι ἐκ τῆς ἐξίσωσις

$$d\Sigma(x) = \sigma(x)dx,$$

παράγεται ἐν γένει ἡ ἐξῆς

$$(a) \int_{x_0}^{x_\omega} \sigma(x)dx = \Sigma(x_\omega) - \Sigma(x_0).$$

Ἦτοι, τὴν τιμὴν ὀλοκληρωτικοῦ ὠρισμένου εὐρίσκομεν ἀφαιροῦντες ἀπ' ἀλλήλων τὰς δύο τιμὰς ἃς λαμβάνει τὸ ἀόριστον ὀλοκληρωτικὸν ὅταν δώσωμεν τῇ ἐν αὐτῷ μεταβλητῇ x τὰς συστοιχοῦσας τιμὰς τῷ ἀνωτέρῳ καὶ τῷ κατωτέρῳ ὄρῳ, μεταξὺ τῶν ὑποίων τὸ ὠρισμένον ὀλοκληρωτικὸν πρέπει νὰ ληθῆ.

344. Ἐκ τῶν προεκτεθέντων προκύπτει ὅτι τὴν ἀριθμητικὴν τιμὴν παντὸς ὀλοκληρωτικοῦ ὠρισμένου λαμβάνομεν αἰτίποτε, ὡς ἂν δύναμεθα λαβεῖν ὑπὸ μορφήν πεπερασμένην, ἢ κατὰ σειρὰν προσχωροῦσαν, τὴν συνέκθεσιν $\Sigma(x)$ τῆς τὸ διαφορικοῦ εἶναι $\sigma(x)dx$. Ἀλλὰ τοῦτο δὲν εἶναι πάντοτε δυνα-

τὸν ἐν περιπτώσει δὲ τοιαύτῃ ἀναγκαζόμεθα λοίσει κατὰ προσέγγισιν τὴν περὶ ἧς λόγος τιμὴν ἀριθμητικὴν.

345. Λί προεκτεθεῖσαι γνώσεις κατασταθήσονται ὅσον ἐνεστὶν εὐκρινεῖς, ἐὰν θεωρήσωμεν, ὡς ἐν § 275, τὴν μὲν μεταβλητὴν x ὡς τετραμημένην, τὴν δὲ συνέκθεσιν $\Sigma(x)$, ἢ γενικώτερον τὴν $\Lambda + \Sigma(x)$, ὡς τεταγμένην καμπύλης. Πᾶν διαφορικὸν τῆς συνέκθεσις ταύτης ἐμφαίνει τὴν ἀπειροστικὸν αὐξήσιν τῆς τεταγμένης τῆ ἀπὸ τῆς τετραμημένης x μεταβάσει ἐπὶ τὴν $x + dx$. Τὸ ἄθροισμα τῶν αὐξήσεων τούτων τῆς τεταγμένης, λαμβανουσῶν χώραν ἀπὸ τινος τιμῆς x_0 τῆς x μέχρι ἑτέρας x_ω , ἰσοῦται προφανῶς τῇ ὑπεραχῇ τῆς τεταγμένης, ἀντιστοιχοῦσης τῷ τελευταίῳ ὄρῳ, ἐπὶ τῆς τεταγμένης ἀντιστοιχοῦσης τῷ πρώτῳ· ἢτοι ἰσοῦται

$$\psi_\omega - \psi_0, \quad \text{ἢ} \quad \Sigma(x_\omega) - \Sigma(x_0).$$

346. Παρατηρητέον ὅμως ὅτι, ἡ ἀνωτέρω ἐξίσωσις (a) ἐν τῇ $\Sigma(x)$ εἶναι τοιαύτη ὡστε $d\Sigma(x) = \sigma(x)dx$, δὲν ἐφαρμόζεται ἐπὶ περιπτώσεων καθ' ἃς αἱ συνέκθεσις $\sigma(x)$ ἢ $\Sigma(x)$ ἀποκαθίστανται ἀπειροὶ διὰ τιμὴν τινα τῆς x ἐν τοῖς ὄροις x_0 καὶ x_ω τοῦ ὠρισμένου ὀλοκληρωτικοῦ ἀπολαμβανομένην. Τῷ ὄντι, ὅτε ἀνεπτύξαμεν [274] τὴν θεωρίαν ἐξ ἧς προέκυψεν ὅτι πᾶν ὀλοκληρωτικὸν ἐμφαίνει αἰτίποτε τὸ ἄθροισμα ἀπείρου ἀριθμοῦ τιμῶν τοῦ διαφορικοῦ αὐτοῦ, ἐξήρῃσαμεν τὰς περιπτώσεις καθ' ἃς αἱ συνέκθεσις περὶ ὧν πρόκειται λαμβάνουσι τιμὰς ἀπείρους.

Ὅταν ζητῆται ἡ τιμὴ ὀλοκληρωτικοῦ τινος ὠρισμένου, συμβαίνει δὲ ἡ συνέκθεσις $\sigma(x)$ ν' ἀποκαθίσταται ἀπειρος διὰ τιμὴν a τῆς x ἀπολαμβανομένην ἐν τοῖς ὄροις x_0 καὶ x_ω τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ τούτου, ἀδύνατον ἐν γένει εὐρεῖν τὴν ζητούμενην τιμὴν ἢ διαχωριζόμενον τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ εἰς δύο μέρη, ὧν τὸ μὲν λήγει τὸ δὲ ἀρχεται κατὰ τὴν τιμὴν $x = a$ · ἢτοι θεωρουμένων ἰδίᾳ ἐκάστου τῶν δύο ὠρισμένων ὀλοκληρωτικῶν

$$\int_{x_0}^a \sigma(x)dx, \quad \int_a^{x_\omega} \sigma(x)dx,$$

ὄν τὸ ἄθροισμα συνιστᾷ τὴν ζητούμενην τιμὴν. Τὸ ἄθροισμα τοῦτο ἔξει τιμὴν ἄπειρον, ἐὰν ἀμφότερα τὰ μέρη ἔχωσι καὶ αὐτὰ τιμὰς ἀπείρους μετὰ σημείων ὁμοίων, ἢ ἐὰν ἡ τιμὴ τοῦ ἑτέρου αὐτῶν ᾖ ἄπειρος. Ἔξει τιμὴν ἀόριστον ὅταν τὰ δύο μέρη ἔχωσι τιμὰς ἀπείρους μετὰ σημείων ἐναντίων. Τέλος, ἔξει τιμὴν πεπερασμένην καὶ ὀρισμένην, ἐὰν ἀμφότερα τὰ μέρη ἔχωσι τιμὰς τοιαύτας.

Ὡσαύτως, ὅταν μεταξὺ τῶν ὁρίων x_0 καὶ x_1 ὑπάρχωσι δύο τιμαὶ καθ' ἃς ἡ $\sigma(x)$ ἀποκαθίσταται ἄπειρος, διαιρουμένως ἐξῆς τὸ τεθὲν ὀρισμένον ὀλοκληρωτικόν,

$$\int_{x_0}^{\alpha} \sigma(x) dx + \int_{\alpha}^{x_1} \sigma(x) dx + \int_{x_1}^{x_0} \sigma(x) dx$$

διορίζομεν δὲ ἰδίᾳ τὴν τιμὴν ἐκάστου μέρους. Καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς.

347. Κατὰ τὰ προεκτεθέντα, δῆλον ὅτι ἡ ἀλλαγὴ τοῦ σημείου ὀλοκληρωτικοῦ τινος ὀρισμένου ἰσοδυναμεῖ τῇ ἀντιστροφῇ τῆς τῶν ὁρίων τάξεως. Οὕτως

$$\int_{x_0}^{x_1} \sigma(x) dx = - \int_{x_1}^{x_0} \sigma(x) dx.$$

Δυνάμεθα προσέτι μεταβαλεῖν τὴν ὄψαν ὑπὸ τὸ σύμβολον ὀλοκληρώσεως ὀρισμένης μεταβλητῆς x , ἀρκεῖ νὰ μεταβληθῶσι συγχρόνως τὰ ὅρια ὅπως διατηρῶσι τὰς αὐτὰς τιμὰς ἀπολύτους. Π. γ., εἰ ἐν τῇ προηγουμένῃ ἐκθέσει βουλόμεθα ἀντικαταστήσαι τῇ x νέαν μεταβλητὴν, τὴν τ , συνιστῶντες μεταξὺ τῶν δύο τούτων ποσοτήτων τὴν τυχοῦσαν σχέσιν $x = \varphi(\tau)$, πρέπει ν' ἀντικαταστήσωμεν dx ὑπὸ $d\varphi(\tau)$, καὶ x_0, x_1 ὑπὸ τῶν τιμῶν τῆς τ ἐξαγομένων ἀμοιβαίως ἐκ τῶν ἐξισώσεων $x_0 = \varphi(\tau), x_1 = \varphi(\tau)$.

348. Ἡ θεωρία τῶν ὀρισμένων ὀλοκληρωτικῶν χρειάζεται πρὸς μὴρῶσιν τῆς σειρᾶς τοῦ Τάβλου. Κατὰ § 343, οἰαδήποτε ᾖ ἡ συνέκθεσις, ἀρκεῖ αὕτη νὰ ᾖ συνεχὴς μεταξὺ τῶν τιμῶν x καὶ $x + 0$ τῆς μεταβλητῆς, ἔχομεν

$$\Sigma(x + 0) - \Sigma(x) = \int_x^{x+0} \Sigma'(x) dx.$$

Δηλοῦντες τῷ τ νέαν τινα μεταβλητὴν, καθιστῶμεν ἐν τῷ ὀρισμένῳ ὀλοκληρωτικῷ τοῦ δευτέρου μέλους $x + 0 - \tau$ ἀντὶ x . οὕτω, τὸ ὀλοκληρωτικόν τοῦτο, κατὰ § 347, τρέπεται εἰς

$$- \int_0^0 \Sigma'(x + 0 - \tau) d\tau, \quad \text{ἢ} \quad \int_0^0 \Sigma'(x + 0 - \tau) d\tau.$$

Ἄρα γράφομεν

$$\Sigma(x + 0) - \Sigma(x) = \int_0^0 \Sigma'(x + 0 - \tau) d\tau.$$

Θεωρήσωμεν ἤδη τὸ ἀόριστον ὀλοκληρωτικόν

$$\int \Sigma'(x + 0 - \tau) d\tau.$$

ἐφαρμόζοντες αὐτῷ τὴν μέθοδον τῆς μοιρικῆς ὀλοκληρώσεως, εὐρίσκομεν διαδοχικῶς:

$$\int \Sigma'(x + 0 - \tau) d\tau = \tau \Sigma'(x + 0 - \tau) + \int \tau \Sigma''(x + 0 - \tau) d\tau,$$

$$\int \tau \Sigma''(x + 0 - \tau) d\tau = \frac{\tau^2}{2} \Sigma''(x + 0 - \tau) + \int \frac{\tau^2}{2} \Sigma'''(x + 0 - \tau) d\tau,$$

$$\int \frac{\tau^2}{2} \Sigma'''(x + 0 - \tau) d\tau = \frac{\tau^3}{2 \cdot 3} \Sigma'''(x + 0 - \tau) + \int \frac{\tau^3}{2 \cdot 3} \Sigma''''(x + 0 - \tau) d\tau,$$

κ. τ. ἐ. Ἐπομένως $\int \Sigma'(x + 0 - \tau) d\tau =$

$$\tau \Sigma'(x + 0 - \tau) + \frac{\tau^2}{2} \Sigma''(x + 0 - \tau) + \frac{\tau^3}{2 \cdot 3} \Sigma'''(x + 0 - \tau) + \dots$$

$$+ \frac{\tau^{\mu-1}}{2 \cdot 3 \dots (\mu-1)} \Sigma^{\mu-1}(x + 0 - \tau) + \int \frac{\tau^{\mu-1}}{2 \cdot 3 \dots (\mu-1)} \Sigma^{\mu}(x + 0 - \tau) d\tau.$$

Ἄρα, λαμβάνοντες τὸ ὀλοκληρωτικόν μεταξὺ τῶν ὁρίων 0 καὶ 0,

$$\int_0^{\theta} \Sigma'(x + \theta - \tau) \delta\tau = \theta \Sigma'(x) + \frac{\theta^2}{2} \Sigma''(x) + \frac{\theta^3}{2 \cdot 3} \Sigma'''(x) + \dots$$

$$+ \frac{\theta^{\mu-1}}{2 \cdot 3 \dots (\mu-1)} \Sigma^{\mu-1}(x) + \int_0^{\theta} \frac{\tau^{\mu-1}}{2 \cdot 3 \dots (\mu-1)} \Sigma''(x + \theta - \tau) \delta\tau$$

Ἀντισταθόντες δὲ τὴν τιμὴν ταύτην ἐν τῇ προηγουμένῃ ἐξίσωσει λαμβάνομεν·

$$\Sigma(x + \theta) = \Sigma(x) + \theta \Sigma'(x) + \frac{\theta^2}{2} \Sigma''(x) + \frac{\theta^3}{2 \cdot 3} \Sigma'''(x) + \dots$$

$$+ \frac{\theta^{\mu-1}}{2 \cdot 3 \dots (\mu-1)} \Sigma^{\mu-1}(x) + \int_0^{\theta} \frac{\tau^{\mu-1}}{2 \cdot 3 \dots (\mu-1)} \Sigma''(x + \theta - \tau) \delta\tau$$

Καθιστώντες $x=0$ ἐν τῇ ἐξίσωσει ταύτῃ, εἶτα γράφοντες x ἀντὶ θ , ἄγομεν αὐτὴν ὑπὸ τὴν μορφήν·

$$\Sigma(x) = \Sigma(0) + x \Sigma'(0) + \frac{x^2}{2} \Sigma''(0) + \frac{x^3}{2 \cdot 3} \Sigma'''(0) + \dots$$

$$+ \frac{x^{\mu-1}}{2 \cdot 3 \dots (\mu-1)} \Sigma^{\mu-1}(0) + \int_0^x \frac{\tau^{\mu-1}}{2 \cdot 3 \dots (\mu-1)} \Sigma''(x - \tau) \delta\tau$$

Λί δύο αὗται σειραὶ εἶναι προχωροῦσαι, ὅταν ὁ περιέχων τὸ ὀρισμένον ὀλοκληρωτικὸν ὅρος τελῆς πρὸς τὸ μηδὲν καθ' ὅσον μ αὐξάνει.

349. Ἐπιπονται ὑποδείγματα τινὰ ὀλοκληρωτικῶν ὀρισμένων, πρὸς ἄσκασιν.

1) $\int_0^1 x^\mu \delta x = \frac{1}{\mu + 1}$ 2) $\int_0^\infty e^{-x} \delta x = 1$.

3) $\int_0^\infty e^{-ax} \delta x = \frac{1}{a}$ 4) $\int_0^\infty \frac{\delta x}{x^2 + a^2} = \frac{\pi}{2a}$.

5) $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\delta x}{x^2 + a^2} = \frac{\pi}{a}$ 6) $\int_0^a \frac{\delta x}{\sqrt{a^2 - x^2}} = \frac{\pi}{2}$.

7) $\int_0^\infty e^{ax} \delta x = \infty$ 8) $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\delta x}{(x-a)^2 + b^2} = \frac{\pi}{b}$.

9) $\int_0^\infty e^{-ax} \eta\mu. \epsilon x \delta x = \frac{b}{a^2 + b^2}$.

10) $\int_0^\infty e^{-ax} \sigma\upsilon\nu \epsilon x \delta x = \frac{a}{a^2 + b^2}$.

11) $\int_a^{\infty} \frac{\delta x}{x} = \lambda \left(\frac{b}{a} \right)$.

12) $\int_1^{2.2} \frac{\delta x}{3x^2 - 2x + 5} =$
 $\frac{1}{\sqrt{14}} \left(\text{τόξέφ} \frac{5}{\sqrt{14}} - \text{τόξέφ} \frac{2}{\sqrt{14}} \right) = \frac{1}{\sqrt{14}} \text{τόξέφ} \frac{\sqrt{14}}{8}$.

13) $\int_0^{\frac{\pi}{2}} \eta\mu^{2x+1} x \delta x = \frac{2 \cdot 4 \dots 2x}{3 \cdot 5 \dots (2x+1)} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sigma\upsilon\nu^{2x+1} x \delta x$.

14) $\int_0^{\frac{\pi}{2}} \eta\mu^{2x} x \delta x = \frac{1 \cdot 3 \dots (2x-1) \pi}{2 \cdot 4 \dots 2x} \frac{\pi}{2} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sigma\upsilon\nu^{2x} x \delta x$.

15) $\int_0^{\frac{\pi}{2}} \sigma\upsilon\nu^{2y} x \eta\mu^{2x-1} x \delta x = \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2x}{(2y+1)(2y+3) \dots (2y+2x+1)}$.

$$16) \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2\nu} x \cos^{2z} x \delta x = \frac{1.3... (2\nu-1) 1.3... (2z-1) \frac{\pi}{2}}{2.4.6... (2\nu+2z)}$$

$$17) \int_0^1 \frac{x^{2z} \delta x}{\sqrt{1-x^2}} = \frac{1.3.5... (2z-1) \frac{\pi}{2}}{2.4.6... 2z}$$

$$18) \int_0^1 \frac{x^{2z+1} \delta x}{\sqrt{1-x^2}} = \frac{2.4.6... 2z}{3.5.7... (2z+1)}$$

Τὰ τελευταῖα ταῦτα ὀλοκληρωτικὰ ἄγονται εἰς δύο τῶν προηγουμένων, τῇ ὑποθέσει

$$x = \eta \mu z, \quad \text{ὅθεν} \quad \frac{\delta x}{\sqrt{1-x^2}} = \delta z.$$

$$19) \int_0^{\frac{\pi}{2}} \eta \mu a x \delta x = \frac{1 - \text{συν } a \Pi}{a}$$

$$20) \int_0^{\frac{\pi}{2}} \text{συν } a x \delta x = \frac{\eta \mu a \Pi}{a}$$

Ἄρα, τοῦ μὲν πρώτου τῶν δύο τελευταίων ὀλοκληρωτικῶν ἡ τιμὴ ἔσεται $\frac{2}{a}$ ἢ μηδέν, ἐφ' ὅσον a εἶναι ἀριθμὸς ἀκέ-
ρσιος περιττός ἢ ἄρσιος, τοῦ δὲ δευτέρου ἀείποτε μηδέν ἐάν a ᾖναι ἀριθμὸς ἀκέρσιος.

$$21) \int_0^{\frac{\pi}{2}} x \eta \mu a x \delta x = \frac{\Pi \text{συν } a \Pi}{a}$$

$$22) \int_0^{\frac{\pi}{2}} x \text{συν } a x \delta x = \frac{\text{συν } a \Pi - 1}{a^2}$$

Ἐφ' ὅσον a εἶναι ἀριθμὸς ἀκέρσιος περιττός ἢ ἄρσιος, τὸ μὲν

πρῶτον τῶν δύο τελευταίων ὀλοκληρωτικῶν ἰσοῦται $+\frac{\pi}{a}$

ἢ $-\frac{\pi}{a}$, τὸ δὲ δεύτερον, $-\frac{2}{a^2}$ ἢ 0.

$$23) \int_0^1 \frac{\delta x}{x^\mu} = \infty.$$

$$24) \int_0^\infty \delta x \cdot x^{a-1} e^{-x} = 1.2.3.4... (a-1).$$

Παρατηρητέον ὅτι αἱ ἀνωτέρω εὑρεθεῖσαι τιμαὶ τῶν ὀρι-
σμένων ὀλοκληρωτικῶν

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \eta \mu^\mu x \delta x, \quad \int_0^{\frac{\pi}{2}} \text{συν}^\mu x \delta x,$$

τείνουσιν ἀμφοτέραι πρὸς τὸ μηδέν καθ' ὅσον μ αὐξάνει, εἴτε ἄρσιος εἴστιν εἴτε περιττός. Ἄρα, ὁ λόγος τῶν τιμῶν τού-
των ἔχει ὄριον τὴν μονάδα· συνάγομεν δὲ τὴν ἀκόλουθον ἀξιοπαρατίρητον ἐκθεσιν τοῦ ἀριθμοῦ Π .

$$\frac{\Pi}{2} = \frac{2.2.4.4.6.6.8.8...}{1.3.3.5.5.7.7.9...}$$

III. ΤΕΤΡΑΓΩΝΙΣΜΟΣ ΤΩΝ ΕΠΙΠΕΔΩΝ ΕΠΙΦΑΝΕΙΩΝ.

350. Θεωρήσωμεν καμπύλην τὴν τυχοῦσαν, ἐν ἄξοσιν ὀρθογωνίως ἀναφερομένην, ἧς προκείσθω εὑρεῖν τὸ ἐμβαδόν· ἦτοι λογιῶσι εἰς ἀριθμοὺς τὸ ἀπολαμβάνομενον χωρίον ὑπὸ τοῦ ἄξονος τῶν τετραμμένων, ὑπὸ τῆς καμπύλης καὶ ὑπὸ δύο τεταγμένων οἰωνδήποτε. Ἐστωσαν,

$$\psi = \Sigma(x)$$

ἢ τὴν καμπύλην ἐμφαινουσα ἐξίσωσις· x_0, x_1 , αἱ τετραμμέναί

συστοιχούσαι ταῖς τεταγμέναις ὑφ' ὧν περιορίζεται τὸ λογιστέον ἐμβαδόν. Κατὰ § 160, ε δηλοῦντος τὴν συνέκθεσιν τῆς x , δίδουσαν τὴν τιμὴν τοῦ ἐμβαδοῦ λογιζομένου ἀπὸ ἀρχῆς οἰαςδήποτε μέχρι τῆς τεταγμένης συστοιχούσης τῇ τετραμμένῃ x , ἔχομεν.

$$\delta\epsilon = \psi \delta x.$$

Ἀλλὰ τὸ λογιστέον ἐμβαδόν εἶναι τὸ ἄθροισμα τῶν τιμῶν, ἀπέριων τὸν ἀριθμὸν, ἃς λαμβάνει τὸ διαφορικὸν $\delta\epsilon$, διδομένων ἐν τούτῳ τῇ x ἀπασῶν τῶν τιμῶν ἀπὸ x_0 μέχρι x_0 . Ἄρα, κατὰ τὰ ἐν τῷ προηγουμένῳ ἀρθρῳ ἐκτεθέντα, τὸ προκειμένον ἐμβαδὸν ἐκφράζεται διὰ τοῦ ὀρισμένου ὀλοκληρωτικοῦ

$$\epsilon = \int_{x_0}^{x_0} \psi \delta x.$$

Ἐννοητέον ὅτι, ἐν τῇ ἐκθέσει ταύτῃ, τὰ ὄρια x_0 καὶ x_0 εἰσὶν ἀριθμοὶ δεδομένοι στοιχοῦντες ταῖς θέσεσι τῶν τεταγμένων ὑφ' ὧν τὸ χωρίον περιορίζεται. Ἄρα, καὶ τὸ ἐξαγόμενον ὅπερ ἐμφαίνει ἡ τοιαύτη ἀναλυτικὴ ἐκθέσις, εἶναι ἐπίσης ἀριθμὸς ὀρισμένος ἐμφανῶν τὴν τιμὴν τοῦ χωρίου τούτου.

Ἄλλ' οὐχ ἤπτον δυνάμεθα ὑποθέσαι τὸ πρῶτον μόνον ὄριον x_0 δοθὲν καὶ μόνιμον, τὸ δὲ δεύτερον x_0 ἀόριστον καὶ κατ' ἀρέσκειαν. Τότε παριστῶμεν τὸ τελευταῖον τοῦτο διὰ x . Οὕτω, τὸ ἐξαγόμενον τῆς ὀρισμένης ὀλοκληρώσεως ἔσεται συνέκθεσις τῆς x ἐμφανίονσα ἐμβαδὸν ἀρχόμενον μὲν ἀπὸ τῆς τῇ τετραμμένῃ x_0 συστοιχούσης τεταγμένης, ἀπολήγον δὲ εἰς ἑτέραν οἰανδήποτε τεταγμένην συστοιχούσαν τῇ τετραμμένῃ x .

Ἄρα γράφομεν

$$\epsilon = \int_{x_0}^x \psi \delta x.$$

ΣΗΜ. Ἡ ἐξίσωσις τῆς καμπύλης δίδει ψ συνεκθέσει τῆς x οὕτως ὅ τετραγωνισμὸς τῆς ἐπιφανείας ἄγεται εἰς τινὰ ὀλοκληρώσιν. Διὰ τὸν λόγον τοῦτον, ἀναμῆσαι πολλάκις τετραγωνισμὸν τὴν ἐργασίαν τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ λογιζομένου δι' ἧς μεταβάλλομεν ἀπὸ τοῦ διαφορικοῦ συνεκθέσεως τινος μῆτος μεταβάλληται εἰς τὴν συνέκθεσιν αὐτήν.

351. Ὄταν ἡ τεθεῖσα καμπύλη ἀναφέρηται πρὸς συνεταγμένας πολικὰς, τότε τὸ λογιστέον ἐμβαδὸν εἶναι τὸ τριγωνικὸν χωρίον ἀπολαμβανόμενον ὑπὸ τοῦ τόξου τῆς καμπύλης καὶ ὑπὸ δύο ἀκτίνων ἐπιβατικῶν σχηματιζουσῶν μετὰ τοῦ πολικοῦ ἄξονος τῆς μὲν τὴν γωνίαν ω_0 , τῆς δὲ τὴν τυχοῦσαν γωνίαν ω . Ἐν § 217 εὔρομεν,

$$\delta\epsilon = \frac{1}{2} \rho^2 \delta\omega \quad \text{Ἄρα} \quad \epsilon = \frac{1}{2} \int_{\omega_0}^{\omega} \rho^2 \delta\omega.$$

Ἐφαρμοστέον ἐφεξῆς τοὺς τύπους τούτους.

352 *Παραβολαί.* Λογίσωμεν τὸ ἐμβαδὸν τῶν παραβολῶν ἐμφαινόμενων ὑπὸ τῆς γενικῆς ἐξίσωσεως

$$\psi'' = \pi x^{\nu},$$

μ καὶ ν ὄντων θετικῶν (Σχ. 65). Ἐχομεν

$$\int \psi \delta x = \frac{1}{\pi^{\frac{1}{\mu}}} \int x^{\frac{\nu}{\mu}} \delta x = \pi^{\frac{1}{\mu}} \frac{x^{\frac{\nu}{\mu} + 1}}{\frac{\nu}{\mu} + 1} + A.$$

Ἄρα, ἅπασαι αἱ καμπύλαι αὗται εἰσὶν ἐπιδεικτικαὶ τετραγωνισμοῦ. Ἐὰν λάβωμεν τὸ ἐμβαδὸν ἀπὸ $x = 0$, ἔχομεν $A = 0$ τὸ δὲ ἐμβαδὸν, παρατούμενον ὑπὸ τεταγμένης συστοιχούσης οἰανδήποτε τετραμμένης, δοθήσεται ὑπὸ τοῦ τύπου

$$\frac{\mu \pi^{\frac{1}{\mu}} x^{\frac{\nu}{\mu} + 1}}{\mu + \nu}, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\mu x \psi}{\mu + \nu}.$$

Τὸ λειπόμενον μέρος τοῦ ὀρθογωνίου $x\psi$, ἀφαιρουμένου τοῦ χωρίου τούτου, εἶναι $\frac{\nu x \psi}{\mu + \nu}$. Ἄρα, τὴ τόξον τῆς καμπύλης διαιρεῖ τὸ ὀρθογώνιον $x\psi$ κατὰ τὸν σταθερὸν λόγον $\mu : \nu$.

Ἀντιστρόφως, καμπύλη ἔχουσα τὸ ἴδιωμα τοῦτο, ἀδύνατον δηλωθῆναι ὑπὸ ἐξίσωσεως ἐχούσης μορφήν διάφορον τῆς προ-

τεθείσης. Τῷ ὄντι, ἔστω ψ ἡ ἀγνωστος τεταγμένη τῆς καμπύλης ταύτης. Ἔχομεν

$$\int \psi \delta x : x\psi - \int \psi \delta x :: \mu : \nu, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad (\mu + \nu) \int \psi \delta x = \mu x\psi.$$

διαφορίζοντες δὲ,

$$\nu \psi \delta x = \mu x \delta \psi, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \frac{\mu \delta \psi}{\psi} = \frac{\nu \delta x}{x}.$$

Ἐπομένως

$$\mu \lambda \psi = \nu \lambda x + \lambda \Lambda, \quad \eta \quad \psi^\mu = \Lambda x^\nu.$$

$\lambda \Lambda$, ἢ Λ , δηλοῦντος ἀτρέπτου ποσότητα οὐκ ἀνδράποτε, ἢ δίδοντες πᾶσαν τιμὴν, λαμβάνομεν ἀπάσας τὰς τὴν ῥηθεῖσαν ιδιότητα ἐχούσας καμπύλας.

353. Ὄταν $\mu = \nu$, ἡ μὲν παραβολὴ καθίσταται γραμμὴ εὐθεῖα, τὸ δὲ παραβολικὸν τμήμα τρέπεται εἰς τρίγωνον οὔτινος τὸ ἐμβαδὸν ἰσοῦται $\frac{1}{2} x\psi$, ὡς γνωστὸν ἐκ τῆς Γεωμετρίας.

ὑποθέτοντες $\mu = 2$ καὶ $\nu = 1$, ἔχομεν τὴν κοινὴν παραβολὴν (Σχ. 65), ἥς τὸ ἐμβαδὸν $\Lambda \Pi \Pi$, ἢ

$$e = \frac{1}{3} x\psi.$$

ἔτσι, ἰσοῦται δυσὶ τρίτημορίοις τοῦ ὑπὸ τῶν συντεταγμένων συγκροτουμένου ὀρθογωνίου, οὐκ ἀνδράποτε εἶναι ἡ x . Ἄρα, τὸ χωρίον $\Lambda \Pi \Pi$ ἰσοῦται τῷ τρίτημῳ τοῦ αὐτοῦ ὀρθογωνίου.

354. Ὑπερβολαὶ. θεωρήσωμεν ἤδη τὴν γενικὴν ἐξίσωσιν τῶν ὑπερβολῶν ἐν ταῖς ἀσυμπτώταις αὐτῶν (Σχ. 16, 17)

$$\psi^\mu x^\nu = a.$$

Ἔχομεν

$$\int \psi \delta x = a^{\frac{1}{\mu}} \int x^{-\frac{\nu}{\mu}} \delta x = \frac{a^{\frac{1}{\mu}} x^{-\frac{\nu}{\mu} + 1}}{-\frac{\nu}{\mu} + 1} + \Lambda.$$

Ἐστω πρῶτον $\nu < \mu$. ὑποθέσωμεν δὲ τὸ ἐμβαδὸν ἀρχόμενον ἀπὸ τοῦ ἄξονος τῶν ψ . Τότε $\Lambda = 0$, ἢ δ' ἐκθεσις τοῦ ἐμβαδοῦ ἔσεται

$$\frac{\mu a^{\frac{1}{\mu}} x^{-\frac{\nu}{\mu} + 1}}{\mu - \nu}, \quad \eta \quad \frac{\mu x \psi}{\mu - \nu}.$$

Βλέπομεν ὅτι ἡ τιμὴ αὐτοῦ εἶναι πεπερασμένη, εἰ καὶ ἐκτείνεται ἀπεριόριστως κατὰ τὴν διεύθυνσιν τῶν ψ . διότι ὁ τῶν ψ ἄξων εἶναι ἀσύμπτωτος τῆς καμπύλης. Ἡ τιμὴ αὐτὴ μείζων ἐστὶ τοῦ ὀρθογωνίου $x\psi$, οὔτινος ἀφαιρουμένου, μένει $\frac{\nu x \psi}{\mu - \nu}$. Ἄρα τὰ δύο χωρία εἰσι καὶ αὔθις πρὸς ἀλλήλα ἐν

λόγῳ ἀτρέπτου, $\mu : \nu$.

Ἀντιστρόφως, ἀναχωροῦντες ἀπὸ τοῦ ιδιώματος τούτου, εὐρίσκομεν ἐξίσωσιν μορφὴν ἔχουσαν ὁμοίαν τῇ τῆς προτεθείσης.

Τῷ ὄντι, ἔχομεν

$$\int \psi \delta x : \int \psi \delta x - x\psi :: \mu : \nu, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad (\mu - \nu) \int \psi \delta x = \mu x\psi.$$

Ἐπομένως $-\nu \psi \delta x = \mu x \delta \psi$. Ἄρα

$$\frac{\mu \delta \psi}{\psi} = -\frac{\nu \delta x}{x}, \quad \mu \lambda \psi = -\nu \lambda x + \lambda \Lambda,$$

$\lambda \Lambda$ οὔσης ἀτρέπτου κατ' ἀρέσκειαν. Ἐντεῦθεν συνάγομεν ἀμέσως

$$\psi^\mu = \Lambda x^{-\nu}, \quad \eta \quad \psi^\mu x^\nu = \Lambda.$$

Τὸ ἐμβαδὸν $\frac{\mu a^{\frac{1}{\mu}} x^{-\frac{\nu}{\mu} + 1}}{\mu - \nu}$ ἀποκαθίσταται ἄπειρον σὺν

τῇ x . Ἄρα, τὸ ἐμβαδὸν ἀρχόμενον μὲν ἐκ τῆς τυχούσης τεταγμένης, ἐκτεινόμενον δὲ ἐπ' ἄπειρον κατὰ τὴν ἑτέραν τῶν ἀσυμπτῶτων, εἶναι πεπερασμένον ἢ ἄπειρον, καθ' ὅσον ἢ ἐπὶ τῆς ἀσυμπτῶτος ταύτης λογιζομένη συντεταγμένη ἔχει τὸν μείζονα ἢ τὸν ἐλάσσονα ἐκθέτην ἐν τῇ ἐξίσωσει.

355. Ὄταν $\nu > \mu$, εἰς τὸ αὐτὸ καταντῶμεν συμπέρασμα. Ὄταν $\mu = \nu$, ἡ ἐξίσωσις ἀγομένη ὑπὸ τὴν μορφήν

$$x\psi = a^2,$$

ἐμφαίνει, ἐν ἄξοσιν ὀρθογωνίοις, ὑπερβολὴν ἰσοσκελῆ. Τότε ἔχομεν·

$$\int \psi \delta x = \eta^2 \int \frac{\delta x}{x} = \eta^2 \lambda x + A.$$

Ὅταν τὸ ἐμβαδὸν ἀρχῆται ἀπὸ τοῦ ἄξονος τῶν ψ , $A = \omega$. ὅπερ δείκνυσιν ὅτι, τὸ ἀπολαμβάνομενον χωρίον ὑπὸ τῆς τυχοῦσας τεταγμένης καὶ τοῦ ἄξονος τῶν ψ εἶναι ἄπειρον.

Ἐὰν τὸ ἐμβαδὸν ἀρχῆται ἀπὸ τῆς τετραμημένης x_0 , ἔχομεν $A = -\eta^2 \lambda x_0$, ἐπομένως ἡ ἔκθεσις τοῦ ἐμβαδοῦ ἔσται

$$\epsilon = \eta^2 \lambda \frac{x}{x_0}.$$

Ἐὰν υποθέσωμεν $x_0 = \eta$, τὸ ἐμβαδὸν ἀρχίσει ἀπὸ τῆς τεταγμένης τῆς κορυφῆς τῆς ὑπερβολῆς. Ἐὰν δὲ λάβωμεν $\eta = 1$, ἡ ἔκθεσις αὐτοῦ ἔσται λx . Ἐνεκα τῆς ιδιότητος ταύτης οἱ νεπεριανοὶ λογάριθμοι ὠνομάσθησαν ὑπερβολικοί.

356. Ἐν τῷ προηγουμένῳ χωρίῳ ἐλάβομεν τοὺς νεπεριανούς λογαρίθμους· διότι ἡ ὑπερβολὴ ἦν ἐθεωρήσαμεν ἦτον ἰσοσκελῆς. Ἀλλὰ, μεταβαλλομένης τῆς τῶν ἀσυμπτῶτων γωνίας, καὶ λαμβανομένης αἰτίποτε τῆς ὑπερβολικῆς δυνάμεως ἴσης 1, λαμβάνομεν ἄπειρα συστήματα λογαρίθμων διάφορα. Ἐστω ἡ τυχοῦσα ὑπερβολὴ ἦς αἱ ἀσύμπτωτοι σχηματίζουσι γωνίαν θ . Κατὰ § 161, ἡ ἔκθεσις τοῦ ἐμβαδοῦ εἶναι

$$\epsilon = \eta \mu. \theta \int \frac{\delta x}{x} = \lambda \mu. \theta x.$$

Υποτιθεμένης $\eta = 1$ καὶ λαμβανομένου $\eta \mu. \theta$ ἀντὶ διαστολέως. Τοῦ τῶν κοινῶν λογαρίθμων ὄντος 0,4342944819, συνάγομεν ὅτι, ἡ γωνία θ , ἥμελλον ἔχουσα τὸν ἀριθμὸν τοῦτον, ἐστὶν ἡ περιεχομένη ὑπὸ τῶν ἀσυμπτῶτων τῆς ὑπερβολῆς, ἥς ἕκαστον ἐμβαδὸν ἰσοῦται τῷ κοινῷ λογαρίθμῳ τῆς τεταγμένης αὐτοῦ. Εὑρίσκομεν δὲ $\theta = 25^\circ 41' 25''$, 47 τῆς παλαιᾶς ὑποδιαίρεσεως.

357. Ἐλλείψεις. Ἐχόντες ὑπ' ὄψιν τὴν ἐξίσωσιν τῆς ἐλλείψεως ἐν τοῖς ἄξοσιν αὐτῆς (Σχ. 66), μορφοῦμεν τὴν ἔκθεσιν τοῦ χωρίου ΛBMP κατὰ τὰ προεκτεθέντα,

$$\epsilon = \int_0^x \psi \delta x = \frac{6}{\alpha} \int_0^x \delta x \sqrt{\alpha^2 - x^2}.$$

Τὸ ἀόριστον ὀλοκληρωτικὸν λαμβάνομεν ἀποκαθιστῶντες αὐτὸ λογικὸν διὰ τῆς ἐν τῷ περὶ διωνύμων διαφορικῶν ἀρθρω μεταμορφώσεως, ἢ προσέτι γράφοντες αὐτὸ ὑπὸ τὴν μορφήν

$\int \frac{\alpha^2 - x^2}{\sqrt{\alpha^2 - x^2}} \delta x$, καὶ θεωροῦντες ἰδίᾳ ἕκαστον τῶν μερῶν

$$\int \frac{\alpha^2 \delta x}{\sqrt{\alpha^2 - x^2}}, \quad \int \frac{-x^2 \delta x}{\sqrt{\alpha^2 - x^2}},$$

ὧν τὸ μὲν ὀλοκληροῦται ἀμέσως, κατὰ § 303, τὸ δὲ κατὰ § 319, θεωρούμενον ὡς διώνυμον διαφορικόν. Ἀλλ' ἡ ἐξῆς μέθοδος εἶναι ἀπλουστέρα. Καθιστῶμεν

$$\sqrt{\alpha^2 - x^2} = \tau x, \quad \delta \theta \text{εν} \quad x^2 = \frac{\alpha^2}{1 + \tau^2}.$$

τ δηλοῦντος νέαν μεταβλητὴν· ὅπερ δίδει·

$$\int \delta x \sqrt{\alpha^2 - x^2} =$$

$$\int \tau x \delta x = \frac{1}{2} \tau x^2 - \frac{1}{2} \int \delta \tau \cdot x^2 = \frac{1}{2} \tau x^2 - \frac{\alpha^2}{2} \int \frac{\delta \tau}{1 + \tau^2}.$$

Ἐπομένως

$$\begin{aligned} \int \delta x \sqrt{\alpha^2 - x^2} &= \Lambda + \frac{1}{2} \tau x^2 - \frac{\alpha^2}{2} \text{τόξ ἐφ} \tau \\ &= \Lambda + \frac{1}{2} x \sqrt{\alpha^2 - x^2} - \frac{1}{2} \alpha^2 \text{τόξ ἐφ} \frac{\sqrt{\alpha^2 - x^2}}{x}. \end{aligned}$$

Λαμβάνοντες δὲ τὸ ὀλοκληρωτικὸν ἀπὸ $x = 0$ μέχρι x οἰαζέσθωτε,

$$\int_0^x \delta x \sqrt{a^2 - x^2} = \frac{1}{2} x \sqrt{a^2 - x^2} + \frac{1}{2} a^2 \left(\frac{\pi}{2} - \tau \right) \frac{\sqrt{a^2 - x^2}}{x}$$

$$= \frac{1}{2} x \sqrt{a^2 - x^2} + \frac{1}{2} a^2 \tau \xi \epsilon \phi \frac{x}{\sqrt{a^2 - x^2}}$$

$$= \frac{1}{2} x \sqrt{a^2 - x^2} + \frac{1}{2} a^2 \tau \xi \eta \mu \frac{x}{a}$$

*Λρα, ἡ τιμὴ τοῦ ζητουμένου ἐμβαδοῦ εἶναι

$$\epsilon = \frac{bx}{2a} \sqrt{a^2 - x^2} + \frac{ab}{2} \tau \xi \eta \mu \frac{x}{a} = \frac{x\psi}{2} + \frac{ab}{2} \tau \xi \eta \mu \frac{x}{a}$$

Υποθέτοντες $x = a$, καὶ τετραπλασιάζοντες, λαμβάνομεν τὸ ἐμβαδὸν τῆς ἐλλείψεως ὀλοκλήρου, Παβ. "Ὅταν $a = b$, περίπτωσις τοῦ κύκλου, τὸ ἐμβαδὸν τοῦτο ἰσοῦται Πa^2 .

Ὁ ὅρος $\frac{bx \sqrt{a^2 - x^2}}{2a}$ ἰσοῦται $\frac{x\psi}{2}$, ἦτοι τῶ μέρει

τοῦ τριγώνου ΑΜΠ· ἐπομένως ὁ ὅρος $\frac{ab}{2} \tau \xi \eta \mu \frac{x}{a}$ εἶναι

τὸ μέτρον τοῦ τομέως ΑΒΜ.

358. Ὑπερβολή. Ἐν τῇ ὑπερβολῇ (Σχ. 67) ἐν τοῖς ἄξοσιν αὐτῆς, τὸ ἐμβαδὸν ΑΜΠ δηλοῦται, τῆς x οὔσης οἷας-δήποτε, ὑπὸ

$$\epsilon = \int_a^x \psi \delta x = \frac{b}{a} \int_a^x \delta x \sqrt{x^2 - a^2}$$

Πρὸς μέρφωσιν τοῦ ἀορίστου ὀλοκληρωτικοῦ $\int \delta x \sqrt{x^2 - a^2}$ καθιστῶμεν, ὡς ἐν τῇ ἐλλείψει,

$$\sqrt{x^2 - a^2} = \tau x, \quad \delta \theta \epsilon \nu \quad x^2 = \frac{a^2}{1 - \tau^2}$$

καὶ ἔχομεν

$$\int \delta x \sqrt{x^2 - a^2} =$$

$$\int \tau x \delta x = \frac{1}{2} \tau x^2 - \frac{1}{2} \int \delta \tau x^2 = \frac{1}{2} \tau x^2 - \frac{a^2}{2} \int \frac{\delta \tau}{1 - \tau^2}$$

*Αλλά $\int \frac{\delta \tau}{1 - \tau^2} = \frac{1}{2} \int \delta \tau \left(\frac{1}{1 + \tau} + \frac{1}{1 - \tau} \right)$.

*Λρα, $\int \delta x \sqrt{x^2 - a^2} = \Lambda + \frac{1}{2} \tau x^2 + \frac{a^2}{4} \lambda \frac{1 - \tau}{1 + \tau}$

$$= \Lambda + \frac{1}{2} x \sqrt{x^2 - a^2} + \frac{a^2}{4} \lambda \frac{x - \sqrt{x^2 - a^2}}{x + \sqrt{x^2 - a^2}}$$

$$= \Lambda + \frac{1}{2} x \sqrt{x^2 - a^2} - \frac{a^2}{2} \lambda \left(\frac{x + \sqrt{x^2 - a^2}}{a} \right)$$

Λαμβάνοντες ἤδη τὸ ὀλοκληρωτικὸν ἀπὸ $x = a$ μέχρι x τῆς τυχούσης, ἔχομεν

$$\int_a^x \delta x \sqrt{x^2 - a^2} = \frac{1}{2} x \sqrt{x^2 - a^2} - \frac{a^2}{2} \lambda \frac{x + \sqrt{x^2 - a^2}}{a}$$

*Λρα, ἡ ἐκθεσις τοῦ ζητουμένου χωρίου ΑΜΠ εἶναι

$$\epsilon = \frac{bx}{2a} \sqrt{x^2 - a^2} - \frac{ab}{2} \lambda \frac{x + \sqrt{x^2 - a^2}}{a}$$

$$= \frac{x\psi}{2} - \frac{ab}{2} \lambda \left(\frac{x}{a} + \frac{\psi}{b} \right)$$

Τοῦ ἐμβαδοῦ τοῦ τριγώνου ΑΜΠ ὄντος $\frac{1}{2} x\psi$, δῆλον ὅτι τὸ τοῦ τομέως ΑΒΜ ἰσοῦται $\frac{ab}{2} \lambda \left(\frac{x}{a} + \frac{\psi}{b} \right)$. Τὸ ἐμβαδὸν

τοῦτο ἀποκαθίσταται ἄπειρον ὅταν, τοῦ σημείου Μ ἐπ' ἄπειρον ἀφισταμένου, ἡ ἀκτὶς ΑΜ ταυτίζεται τῇ ἀσυμπτῶτι.

359. Θεωρήσωμεν τὴν καμπύλην (Σχ. 68)

$$\psi = a^x,$$

α οὔσης ποσότητος ἀτρέπτου μείζονος μονάδος. Ἡ ἐκθεσις τοῦ χωρίου ΜΠΚΝ, περιτομένου κατὰ τὰς τετμημένας ΑΠ καὶ ΑΚ, ἢ x_0 καὶ x , εἶναι

$$\varepsilon = \int_{x_0}^x a^x \delta x = \frac{a^x - a^{x_0}}{\lambda a}.$$

Τὸ μὲν ἀπὸ τῆς ΑΒ ἀρχόμενον χωρίον, πρὸς τὸ μέρος τῶν θετικῶν x , εἶναι $\frac{a^x - 1}{\lambda a}$. τὸ δὲ ἀπὸ τῆς ΑΒ, πρὸς τὸ

μέρος τῶν ἀρνητικῶν x , ἰσοῦται $\frac{1 - a^{-x}}{\lambda a}$. Ἡ τελευ-

ταία τιμὴ αὕτη δίδει $\frac{1}{\lambda a}$, ὅταν $x = \frac{1}{0}$. εἶναι δὲ ἡ

τοῦ ἀπολαμβανομένου χωρίου ὑπὸ τοῦ ἄξονος τῶν x καὶ τῆς καμπύλης ἐπ' ἀπειρον προαγομένης.

360. Κυκλοειδής. Διὰ τὴν καμπύλην ταύτην (Σχ. 69) ἔχομεν [186].

$$x = a(\omega - \eta\mu\omega), \quad \psi = a(1 - \sigma\upsilon\nu\omega).$$

$$\varepsilon = \int_0^x \psi \delta x = a^2 \int_0^\omega \delta\omega (1 - \sigma\upsilon\nu\omega)^2.$$

Ἄλλὰ

$$\begin{aligned} \int \delta\omega (1 - \sigma\upsilon\nu\omega)^2 &= \int \delta\omega (1 - 2\sigma\upsilon\nu\omega + \sigma\upsilon\nu^2\omega) \\ &= \int \delta\omega \left(\frac{3}{2} - 2\sigma\upsilon\nu\omega + \frac{1}{2}\sigma\upsilon\nu 2\omega\right) = \frac{3}{2}\omega - 2\eta\mu\omega + \frac{1}{4}\eta\mu 2\omega. \end{aligned}$$

Ἄρα, τοῦ ἐμβαδοῦ ΑΜΠ ἡ ἔκθεσις εἶναι

$$\varepsilon = a^2 \left(\frac{3}{2}\omega - 2\eta\mu\omega + \frac{1}{4}\eta\mu 2\omega\right).$$

Ὁ τύπος οὗτος, τῇ ὑποθέσει $\omega = 2\pi$, δίδει τὴν τιμὴν τοῦ ὅλου χωρίου ΑΝΒΑ ὑπ' ἑνὸς μέρους τῆς κυκλοειδοῦς καὶ τοῦ ἄξονος ΑΒ ἀπολαμβανομένου· ἦτοι $\varepsilon = 3\pi a^2$, τὸ τριπλάσιον τοῦ γεννήτορος κύκλου.

Παρατηρητέον ὅτι,

$$\text{ΑΚΤΜ} = \text{ΑΚΤΠ} - \text{ΑΜΠ} = 2ax - \varepsilon = \frac{1}{2}a^2(\omega - \eta\mu\omega \sigma\upsilon\nu\omega).$$

Ἄρα, τὸ χωρίον ΑΚΤΜ ἰσοῦται τῷ μέρει ΡΜΣ τοῦ γεννήτορος κύκλου· ἐπομένως τὸ χωρίον ΑΚΤΝΜ ἰσοῦται τῷ ἡμίσει τοῦ αὐτοῦ κύκλου.

361. Εἰς τ' αὐτὰ ἐξαγόμενα καταντῶμεν ζητοῦντες τὸ ἐμβαδὸν τῆς κυκλοειδοῦς ἀναφερομένης πρὸς τὴν κορυφὴν αὐτῆς Α (Σχ. 70). Ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις αὐτῆς εἶναι

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \sqrt{\frac{\psi}{2a - \psi}},$$

τοῦ δὲ χωρίου ΑΜΠ ἡ ἔκθεσις

$$\int_0^x \psi \delta x, \quad \text{ἢ} \quad \int_0^\psi \delta\psi \sqrt{2a\psi - \psi^2}.$$

Ἄρα, εἶναι ἡ αὐτὴ τοῦ χωρίου ΑΚΝ τοῦ γεννήτορος κύκλου, κ. τ. ἐ.

Παρατηρητέον ὅτι, τὸ ἀόριστον ὀλοκληρωτικόν

$$\int \delta\psi \sqrt{2a\psi - \psi^2} \quad \text{τρεπόμενον ὑπὸ τὴν μορφήν}$$

$$\int \delta\psi \sqrt{a^2 - (\psi - a)^2},$$

καθίσταται ὅμοιον τῷ ἐν τῇ περιπτώσει τῆς ἐλλείψεως λογισθέντι, τροπῇ τοῦ x εἰς $\psi - a$. Οὕτως εὐρίσκομεν

$$\begin{aligned} \int \delta\psi \sqrt{a^2 - (\psi - a)^2} &= \\ &= \frac{(\psi - a) \sqrt{2a\psi - \psi^2}}{2} + \frac{a^2}{2} \text{τόξ ἡμ.} \frac{\psi - a}{a} + \Lambda. \end{aligned}$$

Λαμβάνοντες δὲ τὸ ὀλοκληρωτικόν ἀπὸ $\psi = 0$, συνάγομεν $\Lambda = \frac{1}{4}\pi a^2$. καὶ λαμβάνοντες ὡς δεῦτερον ὄριον $\psi = 2a$, εὐρίσκομεν, ὡς ἀνωτέρω, τὴν τιμὴν τοῦ ἐμβαδοῦ ΑΔΕ $= \frac{1}{2}\pi a^2$.

362. Θεωρήσωμεν τὴν ἐξίσωσιν, ἐν ἄξοισιν ὀρθογωνίαις,

$$\psi = \frac{1}{\sqrt{1 - x}}$$

ἐμφαίνουσαν καμπύλην στρέφουσαν πανταχοῦ τὰ κυρτὰ αὐτῆς πρὸς τὸν ἄξονα τῶν x , καὶ ἔχουσαν ἀσυμπτώτους τὸν αὐτὸν ἄξονα πρὸς τὰς ἀρνητικὰς x καὶ μίαν παράλληλον τοῦ ἄξο-

νος τῶν ψ ἐν ἀποστάσει ἀπὸ τῆς ἀρχῆς ἴση + 1. Ἔχομεν τὸ ἀόριστον ὀλοκληρωτικὸν

$$\epsilon = \int \frac{\delta x}{\sqrt{1-x}} = -2\sqrt{1-x} + A,$$

Τὸ δὲ ἔμβαδὸν ὑπὸ τῶν ὀρίων 0 καὶ 1 ἀπολαμβάνομενον

$$\epsilon = \int_0^1 \frac{\delta x}{\sqrt{1-x}} = 2.$$

Ἄρα, εἰ καὶ τὸ χωρίον τοῦτο ἐκτείνεται ἐπ' ἄπειρον, ἡ τιμὴ αὐτοῦ εἶναι πεπερασμένη.

363. Ἐὰν ζητήσωμεν τὸ ἔμβαδὸν τῆς ἡμιτονοειδοῦς $\psi = \eta \mu x$, ὑπὸ τῶν ὀρίων $x = 0$ καὶ $x = \Pi$ ἀπολαμβάνομενον, ἦτοι τὸ τοῦ τμήματος ΛΜΠΛ (Σχ. 21), εὔρησομεν ὅτι τὸ χωρίον τοῦτο διπλάσιον ἐστὶ τοῦ ἐπὶ τὴν μεγίστην τεταγμένην τετραγώνου.

364. Τέλος, ἐν τῇ καμπύλῃ $\psi = \tau \epsilon \mu^2 x$ (Σχ. 22) ἡ τιμὴ τοῦ ἔμβαδοῦ τοῦ τμήματος ΛΟΒΗ ἰσοῦται ἐφ' x.

365. Σπείρα λογαριθμική. Ἡ ἐξίσωσις τῆς καμπύλης ταύτης, ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς, εἶναι

$$\rho = e^{\lambda \alpha \omega}.$$

Ἡ ἐκθεσις τοῦ τριγωνικοῦ χωρίου ἀπολαμβάνομένου ὑπὸ τῆς καμπύλης καὶ δύο ἀκτίνων ἐπιβατικῶν ρ καὶ ρ₀, περιεχοσῶν τὴν γωνίαν $\omega - \omega_0$, ἔσται [351]

$$\epsilon = \frac{1}{2} \int_{\omega_0}^{\omega} e^{2\lambda \alpha \omega} \delta \omega = \frac{e^{2\lambda \alpha \omega} - e^{2\lambda \alpha \omega_0}}{4\lambda \alpha} = \frac{\rho^2 - \rho_0^2}{4\lambda \alpha}.$$

Ἐὰν ἀναχωρήσωμεν ἀπὸ $\rho_0 = 0$, ἦτοι, ἐὰν ζητήσωμεν τὸ ὄριον τοῦ περιεχομένου χωρίου ὑπὸ τῆς μονίμου ἀκτίνος ρ καὶ ἐτέρας ἀκτίνος ἧς τὸ μὲν πέρασ τείνει πρὸς τὸν πόλον, ἡ δὲ διεύθυνσις στρέφεται ἀπεριόριστως περὶ τὸ ἀσύμπτωτον

τοῦτο σημεῖον, εὔρησομεν ἀπλῶς $\frac{\rho^2}{4\lambda \alpha}$. Ἄρα, τὸ ἔμβα-

δὸν τοῦτο αὐξάνει ὡς τὸ τετράγωνον τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος.

Ἐν τῇ μερικῇ περιπτώσει ἐν ἣ $\lambda \alpha = 1$ καὶ $\rho = e^{\omega}$, τὸ περὶ οὗ λόγος ἔμβαδὸν ἰσοῦται τῷ τεταρτημορίῳ τῆς διαφορᾶς τῶν ἐπὶ τῶν δύο ἀκτίνων ἐπιβατικῶν κατασκευαζομένων τετραγώνων.

366. Διὰ τῆς προεκτεθείσης ἐργασίας λογιζομεν πᾶν ἔμβαδὸν περιεχόμενον ἐν περιμέτρῳ γεγραμμένη ἐπὶ ἐπιπέδου. Ἔστω (Σχ. 71) ΜΜ'ΝΜ'' περιοχὴ τις ἐν ἄξοσιν ὀρθογωνίοις. Καλοῦμεν x_0 καὶ x_{ω} τὰς ἄκρας τετμημένας ΛΠ καὶ ΑΚ· x τὴν τυχοῦσαν ΛΠ'· καὶ ψ_0, ψ_{ω} τὰς τεταγμένας Μ'Π', Μ''Π', συστοιχοῦσας ἐπὶ τὴν τετμημένην ταύτην καὶ ἀνηκούσας ἀμοιβαίως εἰς τὰς δύο καμπύλας ΜΜ'Ν, ΜΜ''Ν, τὰς συνιστώσας τὴν περίμετρον ὀλόκληρον. Αἱ τεταγμέναι αὗται πρέπει νὰ ὄσι δεδομένα συνεχθέσει τῆς x. Δῆλον δὲ, κατὰ τὰ προλεχθέντα, ὅτι τὸ ἔμβαδὸν ΜΜ'ΝΜ'' δηλοῦται τῷ ὀρισμένῳ ὀλοκληρωτικῷ

$$\int_{x_0}^{x_{\omega}} (\psi_0 - \psi_{\omega}) \delta x.$$

Ἐὰν ἡ περίμετρος ΜΜ'ΝΜ'' ᾖ ἀσυνεχῆς, συγκροτούμενη ἐκ μερῶν διακεκριμένων, ὧν αἱ τεταγμέναι δὲν δηλοῦνται ὑπὸ τῆς αὐτῆς συνεχθέσεως τῆς τετμημένης x, δυνάμεθα διελεῖν τὸ προτεθὲν ἔμβαδὸν σὺν τῷ ὀρισμένῳ ὀλοκληρωτικῷ, τῷ τὴν τιμὴν τοῦ ἔμβαδοῦ τοῦτου ἐμφαίνοντι, εἰς διάφορα μέρη ἀντιστοιχοῦντα ἀμοιβαίως τοῖς τμήμασι τῆς περιοχῆς ὧν αἱ τεταγμέναι ἔχουσιν ἐκθεσιν κοινὴν. Λογιστέον δὲ ἰδίᾳ ἕκαστον χωρίον.

367. Ὁ τετραγωνισμὸς τῶν καμπυλογράμμων ἔμβαδῶν ἐνίοτε καθίσταται εὐκολώτερος τῇ χρήσει συντεταγμένων πολικῶν. Π. γ., θεωρήσωμεν τὴν καμπύλην (Σχ. 37, folium de Descartes) δηλουμένην τῇ ἐξίσωσει

$$x^3 + \psi^3 - \alpha x \psi = 0.$$

Τὸ πρόβλημα περὶ τὸ ἀσχολούμεθα ἀπαιτεῖ, ἐν συντεταγμέναις γραμμικαῖς, τὴν ἐπίλυσιν ἐξισώσεως τριτοβαθμίου. Λάβωμεν συντεταγμένας πολικὰς. Ἐστῶσαν, πόλος μὲν ἡ τῶν προτέρων συντεταγμένων ἀρχή, ἄξων δὲ πολικὸς ὁ τῶν x . Διὰ τῶν γνωστῶν τύπων [212] μορφοῦμεν τὴν πολικὴν ἐξίσωσιν τῆς αὐτῆς καμπύλης,

$$\rho = \frac{a \mu \omega \text{ συν } \omega}{\eta \mu^3 \omega + \text{συν}^3 \omega}.$$

Ἀντισταθόντες ἐν τῷ ἐν § 351 τύπῳ, καὶ ὀλοκληροῦντες, εὐρίσκομεν τὴν ἔκθεσιν τοῦ ζητουμένου ἐμβαδοῦ.

$$\varepsilon = -\frac{a^2}{6} \frac{1}{1 + \varepsilon \varphi^3 \omega} + \Lambda.$$

Τὴν ἀτρεπτον Λ ὀριστέον ὅπως τὸ ἐμβαδὸν εἴη μηδὲν διὰ $\omega = 0$. ἄρα $\Lambda = \frac{1}{6} a^2$. ἐπομένως

$$\varepsilon = \frac{a^2}{6} \frac{\varepsilon \varphi^3 \omega}{1 + \varepsilon \varphi^3 \omega}.$$

Λαμβάνομεν ὀλοκληροῦ τοῦ φύλλου τὸ ἐμβαδὸν, ποιῶντες $\omega = \frac{1}{2} \Pi$ ἐν τῇ τιμῇ τοῦ ε , ἥτις τότε ἀποκαθίσταται $\frac{1}{6} a^2$.

διότι τὸ κλάσμα $\frac{\varepsilon \varphi^3 \omega}{1 + \varepsilon \varphi^3 \omega}$ ἰσοῦται 1 διὰ $\omega = \frac{1}{2} \Pi$.

Θ'. ΕΥΘΥΝΣΙΣ ΤΩΝ ΕΠΙΠΕΔΩΝ ΚΑΜΠΥΛΩΝ.

368. Ἐν § 162 εὔρομεν ὅτι ἡ ἔκθεσις τοῦ διαφορικοῦ τόξου καμπύλης, ἐμφαινομένης ἐν ἄξωσιν ὀρθογωνίῳ ὑπὸ ἐξισώσεως δοθείσης, εἶναι

$$\delta s = \delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2}.$$

Ἄρα, δῆλον ὅτι τὸ ὀρισμένον ὀλοκληρωτικὸν

$$s = \int_{x_0}^x \delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \psi}{\delta x}\right)^2},$$

ἐμφαίνει γενικῶς τὸ μῆκος τοῦ τόξου τῆς καμπύλης· ἥτοι δηλοῖ τίνι εὐθείᾳ γραμμῇ ἰσοῦται εἴτε ἡ ὅλη καμπύλη εἴτε τόξον αὐτῆς ὀρισμένον καὶ περατούμενον κατὰ τὰ ἐπὶ τὰς τετραμήνας x_0 καὶ x συστοιχοῦντα σημεῖα.

369. Καμπύλης ἀναφερομένης πρὸς συντεταγμένας πολικὰς, ἡ ἔκθεσις τοῦ διαφορικοῦ τοῦ τόξου εἶναι, κατὰ § 219,

$$\delta s = \delta \omega \sqrt{\rho^2 + \left(\frac{\delta \rho}{\delta \omega}\right)^2}.$$

Ἐπομένως, ἡ γενικὴ ἔκθεσις τοῦ μήκους αὐτῆς εἶναι

$$s = \int_{\omega_0}^{\omega} \delta \omega \sqrt{\rho^2 + \left(\frac{\delta \rho}{\delta \omega}\right)^2}.$$

ω_0 καὶ ω οὐσῶν τῶν κατὰ τὰ πέρατα τοῦ λογιστέου τόξου τιμῶν τῆς γωνίας ω , ὀρίζουσης τὴν διεύθυνσιν τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος.

370. Παραβολή. Ἡ ἐξίσωσις τῆς παραβολῆς δίδει

$$\psi = \sqrt{2\pi x}, \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \sqrt{\frac{\pi}{2x}}.$$

Ἄρα, ἡ ἔκθεσις τοῦ μήκους τοῦ τόξου, ἀπὸ τῆς κορυφῆς τῆς καμπύλης μέχρι τοῦ ἐπὶ τὴν τετραμήνην x σημείου, εἶναι

$$s = \int_0^x \delta x \sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}}.$$

Τὸ ἀόριστον ὀλοκληρωτικὸν εὐρίσκομεν ὡς ἐξῆς. Καθιστῶμεν

$$\sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} = \tau, \quad \text{ὅθεν} \quad x = \frac{\pi}{2(\tau^2 - 1)},$$

$$\int \delta x \sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} = \int \delta x \cdot \tau = x\tau - \int x \delta \tau = x\tau - \frac{\pi}{2} \int \frac{\delta \tau}{\tau^2 - 1}$$

ἄλλὰ $\int \frac{\delta\tau}{\tau^2 - 1} = \frac{1}{2} \int \delta\tau \left(\frac{1}{\tau - 1} - \frac{1}{\tau + 1} \right)$. ἄρα

$$\int \delta x \sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} = x\tau - \frac{\pi}{4} \lambda \frac{\tau - 1}{\tau + 1} + \Lambda$$

$$= x \sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} - \frac{\pi}{4} \lambda \frac{\sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} - 1}{\sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} + 1} + \Lambda.$$

Λαμβάνοντες ἤδη τὸ ολοκληρωτικὸν ἀπὸ $x = 0$, μέχρι x οἴαςδήποτε, ἔχομεν·

$$\begin{aligned} \varsigma &= x \sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} - \frac{\pi}{4} \lambda \frac{\sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} - 1}{\sqrt{1 + \frac{\pi}{2x}} + 1} \\ &= \frac{1}{2} \sqrt{2\pi x + 4\pi x^2} + \frac{1}{2} \pi \lambda \frac{2x + \sqrt{2\pi x + 4x^2}}{\sqrt{2\pi x}} \\ &= \sqrt{x} \sqrt{\frac{1}{2} \pi + x} + \frac{1}{2} \pi \lambda \frac{\sqrt{x} + \sqrt{\frac{1}{2} \pi + x}}{\sqrt{\frac{1}{2} \pi}} \end{aligned}$$

Ἡ προσέτι,

$$\varsigma = \frac{\psi \sqrt{\psi^2 - \pi^2}}{2\pi} + \frac{1}{2} \pi \lambda \frac{\psi - \sqrt{\psi^2 - \pi^2}}{\pi}$$

Τὴν τελευταίαν ἔκθεσιν τοῦ ς εὐρίσκομεν ἀναχωροῦντες καὶ ἀπὸ τοῦ τύπου

$$\varsigma = \frac{1}{\pi} \int_{\psi_0}^{\psi} \delta\psi \sqrt{\psi^2 - \pi^2},$$

ὅν ολοκληροῦμεν μοιρικῶς, εἴτα δὲ ὑποθέτομεν τὸ τόξον

ἀρχόμενον ἀπὸ τῆς κορυφῆς τῆς παραβολῆς, ὅτε ἔχομεν τὴν κατ' ἀρέσκειαν ἄτρεπτον $\Lambda = -\frac{1}{2} \pi \lambda \pi$.

371. Ἐλλειψις. Ἡ ἐξίσωσις τῆς καμπύλης ταύτης δίδει·

$$\psi = \frac{b}{a} \sqrt{a^2 - x^2}, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = -\frac{b}{a} \frac{x}{\sqrt{a^2 - x^2}}$$

Ἐπομένως ἔχομεν·

$$\varsigma = \int_0^x \delta x \sqrt{1 + \frac{b^2 x^2}{a^2(a^2 - x^2)}} = \int_0^x \delta x \sqrt{\frac{a^4 - (a^2 - b^2)x^2}{a^2(a^2 - x^2)}}$$

δι' ἔκθεσιν τοῦ τόξου ἐπιλογιζομένου ἀπὸ τῆς κορυφῆς τῆς καμπύλης μέχρι τοῦ ἐπὶ τὴν τετμημένην x σημείου. Καθιστῶντες $a^2 - b^2 = a^2 \varepsilon^2$, ἡ ἔκθεσις αὕτη ἀγεται εἰς

$$\varsigma = \int_0^x \delta x \sqrt{\frac{a^2 - \varepsilon^2 x^2}{a^2 - x^2}}$$

Τὸ ολοκληρωτικὸν τοῦτο ἀμήχανον λαβεῖν ἄλλως ἢ ἀνεπτυγμένον κατὰ σειρὰν προσχωροῦσαν. Ἡ ἀνάπτυξις τοῦ ριζικοῦ ἐκτελεῖται κατὰ διαφόρους τρόπους. Π. χ., παρατηροῦντες ὅτι x εἶναι ἀείποτε ἐλάσσων a , θέτομεν

$$x = a \sin \varphi, \quad \delta x = a \cos \varphi \delta \varphi,$$

καὶ $\varsigma = -a \int_{\frac{\pi}{2}}^{\varphi} \delta \varphi \sqrt{1 - \varepsilon^2 \sin^2 \varphi}$.

Ἡ, ἀναπτύσσοντες τὸ ριζικόν·

$$\begin{aligned} \varsigma &= a \left(\frac{\pi}{2} - \varphi \right) - a \int_{\frac{\pi}{2}}^{\varphi} \delta \varphi \left(\frac{\varepsilon^2}{2} \sin^2 \varphi - \frac{1}{2} \frac{\varepsilon^4}{4} \sin^4 \varphi + \frac{1.3 \varepsilon^6}{2.4.6} \sin^6 \varphi \right. \\ &\quad \left. + \frac{1.3.5 \varepsilon^8}{2.4.6.8} \sin^8 \varphi + \dots \right). \end{aligned}$$

Διὰ τοῦ ἐν § 331 γενικοῦ τύπου λαμβάνομεν·

$$\int \delta\varphi \operatorname{cun}^2\varphi = \frac{1}{2} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun} \frac{1}{2}\varphi + \Lambda,$$

$$\int \delta\varphi \operatorname{cun}^4\varphi = \frac{1}{4} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^3\varphi + \frac{1.3}{2.4} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}\varphi + \frac{1.3}{2.4} \varphi + \Lambda,$$

$$\int \delta\varphi \operatorname{cun}^6\varphi = \frac{1}{6} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^5\varphi + \frac{1.5}{4.6} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^3\varphi + \frac{1.3.5}{2.4.6} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}\varphi + \frac{1.3.5}{2.4.6} \varphi + \Lambda,$$

$$\int \delta\varphi \operatorname{cun}^8\varphi = \frac{1}{8} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^7\varphi + \frac{1.7}{6.8} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^5\varphi + \frac{1.5.7}{4.6.8} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^3\varphi + \frac{1.3.5.7}{2.4.6.8} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}\varphi + \frac{1.3.5.7}{2.4.6.8} \varphi + \Lambda,$$

Λαμβάνοντες δὲ τὰ ὀλοκληρωτικά ἀπὸ $\varphi = \frac{1}{2}\Pi$ μέχρι $\varphi = \varphi$

$$\int_{\frac{\Pi}{2}}^{\varphi} \delta\varphi \operatorname{cun}^2\varphi = \frac{1}{2} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}\varphi - \frac{1}{2} \left(\frac{\Pi}{2} - \varphi \right),$$

$$\int_{\frac{\Pi}{2}}^{\varphi} \delta\varphi \operatorname{cun}^4\varphi = \frac{1}{4} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^3\varphi + \frac{1.3}{2.4} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}\varphi - \frac{1.3}{2.4} \left(\frac{\Pi}{2} - \varphi \right),$$

$$\int_{\frac{\Pi}{2}}^{\varphi} \delta\varphi \operatorname{cun}^6\varphi = \frac{1}{6} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^5\varphi + \frac{1.5}{4.6} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^3\varphi + \frac{1.3.5}{2.4.6} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}\varphi - \frac{1.3.5}{2.4.6} \left(\frac{\Pi}{2} - \varphi \right),$$

$$\int_{\frac{\Pi}{2}}^{\varphi} \delta\varphi \operatorname{cun}^8\varphi = \frac{1}{8} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^7\varphi + \frac{1.7}{6.8} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^5\varphi + \frac{1.5.7}{4.6.8} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}^3\varphi + \frac{1.3.5.7}{2.4.6.8} \acute{\eta}\mu\varphi \operatorname{cun}\varphi - \frac{1.3.5.7}{2.4.6.8} \left(\frac{\Pi}{2} - \varphi \right),$$

μορφοῦμεν τὰς τιμὰς ἐκάστου ὄρου τῆς προηγουμένης σειρᾶς, ἥτις ἔσεται τοσοῦτον μᾶλλον προσχωροῦσα ὅσον ἡ ἐκκεντρότης ε ελάσσων.

Θέτοντες $x=a$, ἐπομένως $\operatorname{cun}\varphi=1$, ἢ $\varphi=0$, λαμβάνομεν τὸ μῆκος τοῦ τεταρτημορίου τῆς περιφερείας τῆς ἐλλείψεως,

$$\frac{\Pi a}{2} \left[1 - \left(\frac{1}{2}\varepsilon\right)^2 - \frac{1}{3} \left(\frac{1.3}{2.4}\varepsilon^2\right)^2 - \frac{1}{5} \left(\frac{1.3.5}{2.4.6}\varepsilon^3\right)^2 - \dots - \frac{1}{2\mu-1} \left(\frac{1.3\dots(2\mu-1)}{2.4\dots 2\mu}\varepsilon^\mu\right)^2 - \dots \right]$$

Ὅταν $\varepsilon=0$, ἡ ἔλλειψις ἀποκαθίσταται κύκλος, ἡ δὲ προηγουμένη τιμὴ ἄγεται εἰς $\frac{1}{2}\Pi a$, τεταρτημόριον τῆς τοῦ κύκλου περιφερείας.

ΣΗΜ. Εὐρεθῆτω ἐπὶ τοῦ σχήματος ἡ γωνία φ διδομένη ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως $x = a \operatorname{cun} \varphi$.

372. Ὑπερβολή. Διὰ τὴν καμπύλην ταύτην ἔχομεν·

$$\psi = \frac{b}{a} \sqrt{x^2 - a^2}, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{b}{a} \frac{x}{\sqrt{x^2 - a^2}},$$

$$s = \int_a^x \delta x \sqrt{1 + \frac{b^2}{a^2} \frac{x^2}{x^2 - a^2}}$$

$$= \int_a^x \delta x \sqrt{\frac{(a^2 + b^2)x^2 - a^4}{a^2(x^2 - a^2)}}.$$

Καλοῦντες $a^2 + b^2 = a^2\varepsilon^2$, λαμβάνομεν

$$s = \int_a^x \delta x \sqrt{\frac{\varepsilon^2 x^2 - a^2}{x^2 - a^2}},$$

ἐκθεσιν τοῦ ὑπερβολικοῦ τόξου λογιζομένου ἀπὸ τῆς κορυφῆς τῆς καμπύλης μέχρι τοῦ ἐπὶ τὴν τετραμήνην x σημείου.

Ἐπειδὴ ἐν τῇ ὑπερβολῇ αἰέποτε $x > a$, θέτομεν

$$x = \frac{a}{\operatorname{cun} \varphi}, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \delta x = \frac{a \acute{\eta}\mu \varphi \delta\varphi}{\operatorname{cun}^2\varphi},$$

$$s = \alpha \int_0^\varphi \frac{\delta x}{\sin^2 \varphi} \sqrt{\epsilon^2 - \sin^2 \varphi} = \alpha \int_0^\varphi \frac{\epsilon \delta \varphi}{\sin^2 \varphi} \sqrt{1 - \frac{\sin^2 \varphi}{\epsilon^2}}$$

Αναπτύσσοντας τὸ ριζικὸν συνάγομεν·

$$s = \alpha \int_0^\varphi \frac{\epsilon \delta \varphi}{\sin^2 \varphi} \left(1 - \frac{1}{2\epsilon^2} \sin^2 \varphi - \frac{1}{2} \frac{1}{4\epsilon^4} \sin^4 \varphi - \frac{1.3}{2.4} \frac{1}{6\epsilon^6} \sin^6 \varphi - \frac{1.3.5}{2.4.6} \frac{1}{8\epsilon^8} \sin^8 \varphi - \dots \right)$$

$$= \alpha \epsilon \int_0^\varphi \frac{\delta \varphi}{\sin^2 \varphi} \left(\frac{1}{2} \frac{1}{4\epsilon^2} \sin^2 \varphi + \frac{1.3}{2.4} \frac{1}{6\epsilon^4} \sin^4 \varphi + \frac{1.3.5}{2.4.6} \frac{1}{8\epsilon^6} \sin^6 \varphi + \dots \right)$$

Αὐξανούσης x ἐπ' ἄπειρον, φ τείνει πρὸς $\frac{1}{2}\pi$, s δὲ αὐξάνει ἀπεριορίστως. Οἱ ὄροι τῆς σειρᾶς δίδονται ἐκ τῶν τύπων τοῦ προηγουμένου χωρίου, ὑποτιθεμένης τῆς ἀτρέπτου Λ ἴσης μηδενί.

Παρατηρητέον ὅτι, τῆς ἐξισώσεως τῆς ἀσυμπτώτου οὐσης

$\psi = \frac{\epsilon}{\alpha} x$, τὸ ἀπόστημα τοῦ κέντρου τῆς καμπύλης ἀπὸ τοῦ σημείου τῆς ἀσυμπτώτου, οὕτινος ἡ τετμημένη εἶναι x , ἰσοῦται

$$\sqrt{\frac{\alpha^2 - \epsilon^2 x}{\alpha}} = \epsilon x = \frac{\alpha \epsilon}{\sin \varphi}$$

Ἐστὼ ρ τὸ ἀπόστημα τοῦτο· ἔχομεν

$$\rho - s = \alpha \epsilon \frac{1 - \sin \varphi}{\sin \varphi} + \frac{\alpha}{2\epsilon} \varphi + \alpha \int_0^\varphi \delta \varphi \left(\frac{1}{2} \frac{\sin^2 \varphi}{4\epsilon^2} + \frac{1.3}{2.4} \frac{\sin^4 \varphi}{6\epsilon^4} + \frac{1.3.5}{2.4.6} \frac{\sin^6 \varphi}{8\epsilon^6} + \dots \right)$$

Υποθέτοντες $x = \frac{1}{\epsilon}$, ἐπομένως $\sin \varphi = 0$, ἢ $\varphi = \frac{1}{2}\pi$, ὁ τύπος οὗτος δίδει τὸ ὄριον ᾧ τείνει ἡ ἐπὶ τοῦ s ὑπεροχὴ τοῦ ρ , καθ' ὅσον ἡ τετμημένη x αὐξάνει· ἦτοι (παρατηροῦντες ὅτι, ὅταν $\varphi = \frac{1}{2}\pi$, $\frac{1 - \sin \varphi}{\sin \varphi} = \frac{\sin \varphi}{1 + \sin \varphi} = 0$),

$$\frac{\Pi \alpha}{4\epsilon} \left[1 + \frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} \cdot \frac{1}{\epsilon} \right)^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{1.3}{2.4} \cdot \frac{1}{\epsilon^2} \right)^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{1.3.5}{2.4.6} \cdot \frac{1}{\epsilon^3} \right)^2 + \dots \right]$$

373. Προκείσθω ἤδη ἡ καμπύλη δηλωμένη ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως

$$\psi = a^x, \quad \text{διδούσης} \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = \lambda a^x = \lambda \psi$$

Ἔχομεν διὰ μῆκος τοῦ τόξου οὕτινος τὰ πέρατα συστοιχοῦσιν ταῖς τετμημέναις x_0 καὶ x_1

$$s = \int_{x_0}^{x_1} \delta x \sqrt{1 + (\lambda a^x)^2}$$

Πρὸς εὔρεσιν τοῦ ολοκληρωτικοῦ θέτομεν·

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = \lambda \psi = \epsilon \tau, \quad \text{ὅθεν} \quad \lambda a \cdot \delta \psi = \frac{\delta \tau}{\sin^2 \tau}$$

$$\delta x = \frac{1}{\lambda a} \frac{\delta \psi}{\psi} = \frac{1}{\lambda a \epsilon \tau \sin \tau}$$

καὶ
$$s = \frac{1}{\lambda a} \int_{\tau_0}^{\tau_1} \frac{\delta \tau}{\epsilon \tau \sin^2 \tau}$$

Ἀλλὰ, ἐκ τῶν ἐν ἀρθ. Β' γενικῶν τύπων συνάγομεν·

$$\int \frac{\delta \tau}{\epsilon \tau \sin^2 \tau} = \frac{1}{\sin \tau} + \int \frac{\delta \tau}{\epsilon \tau} = \frac{1}{\sin \tau} + \lambda \epsilon \frac{\tau}{2} + \Lambda$$

Ἄρα,

$$s = \frac{1}{\lambda a} \left(\frac{1}{\sin \tau} - \frac{1}{\sin \tau_0} + \lambda \frac{\epsilon \tau - \tau_0}{2} \right)$$

ΣΗΜ. Περισσότερον ἴσως παρατηρήσαι, ὅτι $\tau = \text{τόξ. ἐφ. } (\lambda\alpha, \psi)$ εἶναι ἡ περιχαρμένη γωνία ὑπὸ τοῦ ἄξονος τῶν x καὶ τῆς ἐφαπτομένης τῆς καμπύλης κατὰ τὸ ἐπὶ τὴν τετραμμένην x σημεῖον ταύτης.

374. Κυκλοειδής. Διὰ τὴν καμπύλην ταύτην (Σχ. 69) ἔχομεν [186].

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\sqrt{2a\psi - \psi^2}}{\psi}, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta x}{\delta\psi} = \frac{\psi}{\sqrt{2a\psi - \psi^2}}.$$

Ἐπειδὴ τὸ διαφορικὸν τοῦ τόξου πάσης καμπύλης λαμβάνει καὶ τὴν μορφήν $\delta\psi \sqrt{1 + \left(\frac{\delta x}{\delta\psi}\right)^2}$, ἄρα, παριστῶμεν ἐνταῦθα ὡς ἑξῆς

$$s = \int_0^\psi \delta\psi \sqrt{1 + \frac{\psi^2}{2a\psi - \psi^2}} = \sqrt{2a} \int_0^\psi \frac{\delta\psi}{\sqrt{2a - \psi}}$$

τὸ μῆκος τοῦ τόξου τῆς κυκλοειδοῦς ἀρχομένου ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῆς καμπύλης μέχρι τοῦ σημείου ὀπίσθεν ἢ τεταγμένη εἶναι ψ . Ὁλοκληροῦντες δὲ λαμβάνομεν

$$s = 4a - 2\sqrt{2a} \sqrt{2a - \psi}.$$

Ἐκ τοῦ τύπου τούτου, τῇ ὑποθέσει $\psi = 2a$, συνάγομεν τὸ μῆκος τῆς ἡμικυκλοειδοῦς ἴσον $4a$, ὡς ἐν § 211.

Ἐάν ἀναφέρωμεν τὴν κυκλοειδῆ εἰς τὴν κορυφὴν αὐτῆς N , λογιζόμενοι τὰς μὲν τεταγμένας ἀνωθεν πρὸς τὰ κάτω, τὸ δὲ τόξον s ἀπὸ τοῦ σημείου N κατὰ τὴν διεύθυνσιν NMA , γραπτέον $2a - \psi$ ἀντὶ ψ καὶ $4a - s$ ἀντὶ s . Ἐξο-
μεν οὕτω

$$s = 2\sqrt{2a\psi}.$$

375. Σπείρα λογαριθμική. Ἡ πολικὴ ἐξίσωσις τῆς καμπύλης ταύτης εἶναι

$$\rho = e^{\lambda\alpha\omega}, \quad \text{ἐξ ἧς} \quad \frac{\delta\rho}{\delta\omega} = \lambda\alpha e^{\lambda\alpha\omega} = \lambda\alpha\rho.$$

Κατὰ § 369 ἔχομεν,

$$s = \int_{\omega_0}^{\omega} \delta\omega \sqrt{\rho^2 + (\lambda\alpha)^2 \rho^2} = \sqrt{1 + (\lambda\alpha)^2} \int_{\omega_0}^{\omega} \delta\omega \rho^{\lambda\alpha\omega}.$$

$$\text{ἦτοι,} \quad s = \frac{\sqrt{1 + (\lambda\alpha)^2}}{\lambda\alpha} (\rho - \rho_0).$$

ὅπερ εἶναι τὸ μῆκος τοῦ τόξου τῆς περὶ ἧς λόγος σπείρας ἀπολαμβανομένου μεταξὺ τῶν σημείων οἷς ἀνήκουσιν αἱ ρ_0 καὶ ρ ἐπιβατικαὶ ἀκτῖνες. Ἐπειδὴ ἡ τριγωνομετρικὴ ἐφαπτομένη τῆς ὑπὸ τῆς καθέτου καὶ τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος περιχαρμένης γωνίας ἰσοῦται $-\lambda\alpha$ [233], ἡ τριγωνομετρικὴ ἐφαπτομένη τῆς ὑπὸ τῆς ἐφαπτομένης τῆς καμπύλης καὶ τῆς

ἐπιβατικῆς ἀκτίνος ἔσται $\frac{1}{\lambda\alpha}$, τὸ δὲ συνημίτονον $\frac{\lambda\alpha}{\sqrt{1 + (\lambda\alpha)^2}}$.

Δῆλον, τῶ ὄντι, ἐκ τῆς φύσεως τῆς περὶ ἧς πρόκειται καμπύλης, ὅτι ἡ διαφορὰ δύο ἀκτίνων ἐπιβατικῶν εἶναι πρὸς τὸ μῆκος τοῦ ὑπ' αὐτῶν ἀπολαμβανομένου τόξου ἐν λόγῳ ἀτρέπτου ἐμφαινόμενον ὑπὸ τοῦ συνημιτόνου τούτου.

Ὅταν ἡ τῆς λογαριθμικῆς σπείρας ἐξίσωσις ᾖ ἀπλῶς $\rho = e^{\omega}$, ἔχομεν $s = \sqrt{2}(\rho - \rho_0)$. Ἄρα, τὸ μῆκος οἰουδήποτε τόξου τῆς καμπύλης ἰσοῦται τῇ διαφορᾷ τῶν διαγωνίων τῶν κατασκευαζομένων τετραγώνων ἐπὶ τῶν ζευγυσοῦσων τὰ πέρατα τοῦ τόξου ἀκτίνων ἐπιβατικῶν.

Ἐάν τὸ τόξον ἀρχῆται ἐκ τοῦ πόλου, ὅστις εἶναι ἀσύμπτωτος τῆς καμπύλης, ἔχομεν

$$s = \rho \frac{\sqrt{1 + (\lambda\alpha)^2}}{\lambda\alpha}, \quad \text{ἢ} \quad s = \rho\sqrt{2}.$$

Ἡ πρώτη τῶν ἐκθέσεων ταύτων εἶναι ἡ τοῦ μήκους τῆς κατὰ τὸ πέρατα τοῦ τόξου ἀγομένης ἐφαπτομένης καὶ περατουμένης ἐπὶ τῆς ἀπὸ τοῦ πόλου ἀγομένης καθέτου τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος. Τὸ ἐξαγόμενον τοῦτο ἔγινεν ἤδη γνωστὸν ἐκ τῆς τῶν ἐνειληγμένων θεωρίας [234]. Ἡ δευτέρα δείκνυσιν ὅτι τὸ μῆκος τοῦ τόξου ἐν τῇ σχετικῇ σπείρᾳ ἰσοῦται τῇ

διαγωνίω τοῦ ἐπὶ τῆς ἐπιβατικῆς ἀκτίνος κατασκευαζομένου τετραγώνου. Τὰ ἐξαγόμενα ταῦτα δεικνύουσιν ὅτι, ἂν καὶ ἀπὸ τοῦ πόλου μέχρι οἰουδήποτε σημείου τῆς καμπύλης ὑπάρχουσιν ἄπειραι περιελίξεις, αὗται συνιστῶσι μῆκος πεπερασμένον.

Γ'. ΚΥΒΙΣΜΟΣ ΤΩΝ ΣΤΕΡΕΩΝ ΕΚ ΠΕΡΙΣΤΡΟΦΗΣ.

376. Θεωρήσωμεν στερεὸν ἀπογεννώμενον τῇ περιαγωγῇ καμπύλης περὶ ἄξονα ὃν ὑποθέσωμεν ταυτιζόμενον τῷ τῶν x.

Ἐστω $\psi = \Sigma(x)$.

ἡ ἐμφαινουσα ἐξίσωσις τὴν ἐπίπεδον καμπύλην ἐξ ἧς καταγράφεται ἡ ἐπιφάνεια τοῦ στερεοῦ τούτου. Παρκατήσωμεν O τὸ τμήμα στερεοῦ ἀπολαμβάνομενον μὲν ὑπὸ δύο ἐπιπέδων καθέτως ἀγομένων τῷ ἄξονι AX (Σχ. 72) κατὰ τὰ σημεῖα H, P, καταγραφόμενον δὲ τῇ περιαγωγῇ τοῦ χωρίου ΗΜΣΡ τῆς καμπύλης γεννητριάς. Ἐστω x ἡ τετραμημένη AP. Δῆλον ὅτι, ὅταν ἡ x αὐξήσῃ κατὰ PK = Δx, τὸ στερεὸν O αὐξήσῃ κατὰ ποσότητα ΔO ἴσην τῷ γραφομένῳ στερεῷ ἐκ τῆς περιαγωγῆς τοῦ χωρίου ΡΣΝΚ. Ἀλλ' ὁ ὄγκος οὗτος (ὑποτιθεμένης τῆς Δx ὅσον δεῖ μικρῆς ὥπως ψ εἴη μονίμως αὐξουσα ἢ φθίνουσα ἐν τῷ ἀποστήματι PK) περιλαμβάνεται μεταξὺ τῶν δύο κυλίνδρων, ὃν ὕψος μὲν κοινὸν PK ἀκτίνες δὲ ἀμοιβαίως αἱ ΡΣ καὶ ΚΝ. Ἄρα:

$\Delta O > \Pi \psi^2 \Delta x,$ $\Delta O < \Pi(\psi + \Delta \psi)^2 \Delta x,$

$\frac{\Delta O}{\Delta x} > \Pi \psi^2,$ $\frac{\Delta O}{\Delta x} < \Pi(\psi + \Delta \psi)^2.$

Ἀλλὰ, τῆς Δx μειουμένης ἐπ' ἄπειρον, ἐν τῷ ὅρῳ, $\Pi \psi^2$, κοινῶ ἀμφοτέραις ταῖς ἐκθέσεσι ταύταις, ἔχομεν

$\frac{\delta O}{\delta x} = \Pi \psi^2,$ ἢ $\delta O = \Pi \psi^2 \delta x.$

Αὕτη εἶναι ἡ γενικὴ ἐκθεσις τοῦ διαφορικοῦ τοῦ τῷ O δη-

λουμένου στερεοῦ. Ἐπαρόμωως συνάγομεν ἀμέσως, ὅτι τὸ ὠρισμένον ὀλοκληρωτικὸν

$O = \Pi \int_{x_0}^x \psi^2 \delta x,$

δίδει τὴν ἐκθεσιν τοῦ μέρους στερεοῦ τινος ἐκ περιστροφῆς ἀπογεννωμένου, τοῦ περιεχομένου ὑπὸ δύο ἐπιπέδων ἀγομένων πρὸς ὀρθλῆς τῷ ἄξονι, ἐν ταῖς ἀποστάσεσι x₀, x, ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῶν συντεταγμένων.

377. Ἑλλειψοειδές. Τελείσθω ὅτι ἡ γεννήτρια ἐπιφάνεια εἶναι ἑλλειψις, περιαγομένη περὶ τὸν ἕτερον τῶν ἀξόνων αὐτῆς, ἧς ἡ ἐξίσωσις ἔστω

$\psi^2 = \frac{b^2}{a^2} (2ax - x^2).$

Ἐχομεν

$O = \frac{\Pi b^2}{a^2} \int (2ax - x^2) \delta x = \frac{\Pi b^2}{a^2} \left(ax^2 - \frac{x^3}{3} \right) + A.$

Ἐὰν δὲ ὁ ὄγκος ἀρχῆται ἀπὸ τῆς κορυφῆς,

$A = 0,$ καὶ $O = \frac{\Pi b^2}{a^2} \left(ax^2 - \frac{x^3}{3} \right).$

Τὸν τοῦ ἐλλειψοειδοῦς ὀλοκληροῦ ὄγκον λαμβάνομεν καθιστώντες $x = 2a$, ὅπερ δίδει,

$O = \frac{2}{3} \Pi b^2 a.$

ΣΗΜ. Τὸ στερεὸν ἀπογεννώμενον τῇ περιαγωγῇ τῆς ἡμιελλείψεως περὶ τὸν ἐλάττωον αὐτῆς ἀξονα, εὐρίσκωμεν τρέποντες, εἰς τὸ ἀνωτέρω ἐξαγόμενον, θ εἰς α καὶ α εἰς θ, ὅπου δίδει $\frac{2}{3} \Pi a^3 b$. Ἀλλὰν δὲ ὅτι τὸ τελευταῖον τοῦτο στερεὸν μείζον ἐστὶ τοῦ πρώτου.

Ὅταν $a = b$, οἱ ἀνωτέρω τύποι δίδουσι, $\frac{2}{3} \Pi a^3$, στερεότητα τῆς σφαίρας ἀκτῖνα ἴσην α ἐχούσης, καὶ $\frac{1}{3} \Pi x^2 (3a - x)$, ὄγκον τμήματος αὐτῆς σφαιρικοῦ μετὰ μιᾶς βάσεως.

378. Παρατηρητέον ὅτι, τὸ διαφορικὸν δO, μὴ περιέχον ριζικόν, δὲν γίνεται φανταστικὸν πέραν τῶν ὀρίων O

και $+2a$. τὸ σημεῖον αὐτοῦ μόνον μεταβάλλεται· ἰσοῦται δὲ, πλὴν τοῦ σημείου, τῷ διαφορικῷ τοῦ ἀπογεννωμένου στερεοῦ ὑπὸ ὑπερβολῆς δηλουμένης τῇ ἐξίσωσει

$$\psi^2 = \frac{b^2}{a^2} (x^2 - 2ax).$$

Ἐντεῦθεν συνάγομεν ὅτι, ἐὰν ἐν τῇ ἐκθέσει τοῦ O δώσωμεν τῷ δευτέρῳ ὀρίῳ x τιμὴν ἀρνητικὴν, ἔξομεν τὸν ὄγκον τοῦ ὑπερβολοειδοῦς, ἀπὸ τῆς τιμῆς ταύτης τῆς x μέχρι $x = 0$. ἐὰν δώσωμεν τῇ x τιμὴν θετικὴν ἐλάσσονα $2a$, ἔξομεν τὸν ὄγκον τοῦ ἔλλειψοειδοῦς ἀπὸ $x = 0$ μέχρι τοῦ δευτέρου τούτου ὀρίου· τέλος, ἐὰν δώσωμεν τῇ x τιμὴν θετικὴν μείζονα $2a$, ἔξομεν τὸν ὄγκον ὀλοκλήρου τοῦ ἔλλειψοειδοῦς, ἥττον τοῦ ὄγκου τοῦ ὑπερβολοειδοῦς περιεχομένου μεταξύ $x = 2a$ καὶ τοῦ δευτέρου ὀρίου.

379. Παραβολοειδές. Τὸ στερεὸν τοῦτο ἀπογεννᾶται τῇ περιαγωγῇ παραβολῆς περὶ τὸν ἄξονα αὐτῆς, δηλουμένης ὑπὸ τῆς ἐξίσωσως (Σχ. 65).

$$\psi^2 = 2cx.$$

Ἡ ἐκθεσις τοῦ ὄγκου τούτου εἶναι

$$O = \Pi \int_0^x \psi^2 dx = 2\Pi c \int_0^x x dx,$$

$$\text{ἢ } O = c\Pi x^2 = \frac{1}{2} \Pi \psi^2 x.$$

ἄρχεται δὲ ἀπὸ τῆς κορυφῆς μέχρι x οἰκιδήποτε. Ἐστω $AP = x$. Παρατηρήτέον ὅτι, $\Pi \psi^2$ εἶναι τὸ ἐμβαδὸν κύκλου γραφομένου ἀκτίνι MP . Ἄρα, ὁ ὄγκος $O = \frac{1}{2} \Pi \psi^2 x$ ἰσοῦται τῷ ἡμίσει τοῦ κυλίνδρου ἐκ τοῦ ὀρθογωνίου $APMP$ γραφομένου. Ἐν ἄλλοις λόγοις, ὁ ὄγκος τοῦ παραβολοειδοῦς ἐκ περιστροφῆς, ἰσοῦται τῷ ἡμίσει τοῦ περιγεγραμμένου κυλίνδρου.

380. Κατὰ τὰ προεκτεθέντα, εὐκόλως λογιζόμεν τὸν ὄγκον παντός στερεοῦ ἀπογεννωμένου τῇ περιαγωγῇ σχήμα-

ματος ἐπιπέδου περὶ ἄξονα κείμενον ἐν τῷ τοῦ σχήματος τούτου ἐπιπέδῳ. Ὁ ὄγκος τοῦ στερεοῦ ἀπογεννωμένου τῇ περιαγωγῇ τοῦ ἐμβαδοῦ $MM'NN'$ (Σχ. 73) γεγραμμένου ἐν τῷ ἐπιπέδῳ $X\psi$, περὶ τὸν ἄξονα τῶν x , δηλοῦται ὑπὸ τοῦ ὠρισμένου ὀλοκληρωτικοῦ

$$\Pi \int_{x_0}^{x_1} \delta x (\psi' - \psi').$$

δηλουσῶν, τῶν μὲν x_0 καὶ x_1 τὴν ἐλάσσονα τιμὴν AP καὶ τὴν μείζονα τιμὴν AK τῆς τετραμημένης x , τῶν δὲ ψ_0 καὶ ψ_1 τὰς τιμὰς τῶν τεταγμένων $M'p$, $N'p$, τῶν δύο γραμμῶν $MM'N$, $NN'N$, συστοιχουσῶν τῇ τυχούσῃ τετραμημένῃ x .

381. Λακτύλιος. Τὸ στερεὸν τοῦτο ἀπογεννᾶται τῇ περιαγωγῇ κύκλου περὶ εὐθεῖαν κειμένην ἐν τῷ ἐπιπέδῳ αὐτοῦ. Ἐστω ἡ ἐξίσωσις τοῦ γεννήτορος κύκλου

$$(\psi - \beta)^2 + (x - a)^2 = a^2, \quad \text{ἢ } \psi = \beta \pm \sqrt{a^2 - (x - a)^2}.$$

Τὸ τοῦ ὄγκου διαφορικὸν εἶναι (Σχ. 74).

$$\Pi (\overline{MP}^2 - \overline{M'P}^2) \delta x, \quad \text{ἢ } 4\Pi\beta \delta x \sqrt{a^2 - (x - a)^2},$$

ἢ προσέτι $2\Pi\beta \cdot MM' \delta x.$

Ἀλλὰ, $MM' \delta x$ εἶναι τὸ διαφορικὸν τοῦ ἐμβαδοῦ τοῦ γεννήτορος κύκλου. Ἄρα, ὁ ἀπογεννώμενος ὄγκος ἐκ τοῦ μέρους τοῦ κύκλου ὑπὸ δύο οἰκιδήποτε τεταγμένων ἀπαλαμβανόμενος, ἰσοῦται τῷ ἐμβαδῷ τούτῳ ἐπὶ $2\Pi\beta$ πολυπλασιαζόμενος· ἥτοι, ἐπὶ τὴν γραφομένην περιφέρειαν ἐκ τοῦ κέντρου τοῦ κύκλου.

Ἴνα λάβωμεν ὅλον τὸν ὄγκον τοῦ στερεοῦ, πολυπλασιαστέον τὸ ἐμβαδὸν τοῦ κύκλου ἐπὶ τὴν ἐκ τοῦ κέντρου αὐτοῦ γραφομένην περιφέρειαν, ὅπερ δίδει $2\Pi^2\beta a^2$.

Τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον εὐρίσκομεν ὀλοκληροῦντες τὸ διαφορικὸν

$$\delta x \sqrt{a^2 - (x - a)^2}.$$

382. Στερεόν ὑπὸ κυκλοειδοῦς παραγόμενον (Σχ. 70). Λάβωμεν ὡς ἀρχὴν μὲν τὴν κορυφὴν, ὡς ἄξονα δὲ τὴν κατὰ τὸ αὐτὸ σημεῖον ἐφαπτομένην καὶ τὴν κάθετον. Ζητήσωμεν τὸ στερεὸν ἀπογεννώμενον ὑπὸ τοῦ τμήματος ΑΜΠ περὶ τὸν ἄξονα ΑΧ. Ἔχομεν τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν τῆς κυκλοειδοῦς

$$\delta x = \delta \psi \sqrt{\frac{2a - \psi}{\psi}} = \frac{\delta \psi}{\psi} \sqrt{2a\psi - \psi^2}.$$

Ἄρα,
$$O = \Pi \int_0^\psi \psi \delta \psi \sqrt{2a\psi - \psi^2}.$$

Τὸ ὀλοκληρωτικὸν τοῦτο γράφεται ὡς ἐξῆς,

$$O = \Pi a \int_0^\psi \delta \psi \sqrt{2a\psi - \psi^2} - \Pi \int_0^\psi (a - \psi) \delta \psi \sqrt{2a\psi - \psi^2}$$

Τὸ μὲν πρῶτον ὀλοκληρωτικὸν ἐμφαίνει τὴν ἐπιφάνειαν τοῦ τμήματος ΑΚΝ, τὸ δὲ δεύτερον εὐκόλως ὀλοκληροῦται, εὐρίσκομεν οὕτως·

$$O = \Pi a \text{ τμήμα ΑΚΝ} - \frac{1}{3} \Pi (2a\psi - \psi^2)^{\frac{3}{2}}.$$

Τὸ ὑπὸ ΑΚΜ περὶ ΑΧ καταγραφόμενον στερεὸν λαμβάνομεν λογιζόμενοι τὴν διαφορὰν τῶν στερεῶν ἀπογεννωμένων ὑπὸ τοῦ ὀρθογωνίου ΑΚΜΠ καὶ τοῦ τμήματος ἐπιφάνειας ΑΜΠ.

383. Προτείνομεν τοῖς μαθηταῖς κθεῖσαι τὸ στερεὸν ἀπογεννώμενον ὑπὸ ὑπερβολῆς ἰσοσκελοῦς περιεγόμενης περὶ τὴν ἐτέραν τῶν ἀσυμπτῶτων αὐτῆς. Εὐρήσωσιν ὅτι, τὸ ἀπειρόμηκες στερεὸν ἀρχόμενον ἐκ τῆς τῆ κορυφῆς τῆς καμπύλης συστοιχούσης τεταγμένης, ἔχει τιμὴν πεπερασμένην, ἴσην τῷ κυλίνδρῳ ἀπογεννωμένῳ ἐκ τοῦ ὑπὸ τῶν ἰσαλλήλων συντεταγμένων τῆς κορυφῆς τῆς καμπύλης συγκροτουμένου ὀρθογωνίου.

ΙΑ'. ΤΕΤΡΑΓΩΝΙΣΜΟΣ ΤΩΝ ΕΠΙΦΑΝΕΙΩΝ ΕΚ ΠΕΡΙΣΤΡΟΦΗΣ.

384. Ἐμβαδὸν ἐπιφάνειας καμπύλης ὀνομάζεται τὸ ὄριον τῆς ἐπιφάνειας πολυέδρου περιγεγραμμένου ἢ ἐγγε-

γραμμένου εἰς τὴν καμπύλην ἐπιφάνειαν, οὔτινος αἱ ἀπειροσθημόριοι ἔδραι ἔχουσιν ὄρια τῶν διευθύνσεων αὐτῶν τὰ κατὰ τὰ διάφορα σημεῖα τῆς ἐπιφάνειας ταύτης ἐφαπτόμενα ἐπιπέδα. Ἐκ τούτου προκύπτει ὅτι, ἀντὶ τῶν ἐπιπέδων στοιχείων ἐξ ὧν συνίσταται ἡ τοῦ πολυέδρου ἐπιφάνεια, δύναμεθα θεωρῆσαι ἐπιφάνειαν καμπύλης ὧν τὰ ἐφαπτόμενα ἐπιπέδα ἔχουσιν ὄρια τὰ στοιχεῖα τῆς προτεθείσης ἐπιφάνειας. Ἄρα δύναμεθα θεωρῆσαι τὴν ἀπογεννωμένην ἐπιφάνειαν τῆ περιαγωγῆ τόξου τινος καμπύλης ἐπιπέδου, περὶ ἄξονα κείμενον ἐν τῷ ἐπιπέδῳ αὐτῆς, ὡς τὸ ὄριον τοῦ ἀθροίσματος τῶν ἀπειροσθημόριων τετραγμένων κόνων, ἀπογεννωμένων ἐκ τῶν πλευρῶν πολυγώνου ἐγγεγραμμένου τῆ καμπύλῃ ταύτῃ.

385. Πρὸς σαφήνειαν, θεωρήσωμεν (Σχ. 72) τὴν ἀπογεννωμένην ἐπιφάνειαν ἐκ τῆς τυχοῦσας καμπύλης ἐπιπέδου ΜΣ, ἧς ἡ ἐξίσωσις ἔστω

$$\psi = \Sigma(x),$$

τῆ περιαγωγῆ αὐτῆς περὶ τὸν ἄξονα ΑΧ. Καλοῦμεν Ε τὸ χωρίον τῆς ἐπιφάνειας ταύτης, τὸ ἐκ τοῦ μέρους ΜΣ τῆς καμπύλης περιγραφόμενον. Ἐστω ἡ τετραμμένη ΑΡ = κ. Ὄταν x αὐξήσῃ κατὰ τὸ ἀπειροσθημόριον ἀπόστημα δx ἢ ΡΚ, τὸ ἐμβαδὸν Ε αὐξήσῃ κατὰ τὸ καταγραφόμενον χωρίον τῆ περιαγωγῆ τοῦ στοιχείου ΣΝ ἢ δς. Ἄλλ' ἐπειδὴ ἡ καμπύλη θεωρεῖται ὡς ταυτιζομένη τῆ ἐφαπτομένη αὐτῆς ἐν τῇ ἐκτάσει τοῦ στοιχείου τούτου, ἡ προκειμένη αὐξήσις τῆς Ε δύναται θεωρηθῆναι ἴση τῆ ἐπιφάνειᾳ κόνου τετραμμένου οὔτινος ΡΚ εἶναι τὸ ὕψος καὶ ΣΡ, ΝΚ, εἰσὶν αἱ τῶν βάσεων ἀκτῖνες. Ἄρα,

$$\delta E = \Pi (2\psi + \delta\psi) \delta s.$$

ἢ, παρελπιζομένου τοῦ δευτεροταγοῦς ἀπειροστοῦ,

$$\delta E = 2\Pi\psi \delta s = 2\Pi\psi \delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2}.$$

Ἐπομένως ἔχομεν διὰ τετραγωνισμόν τοῦ χωρίου τῆς ἐπιφάνειας ἐκ περιστροφῆς, ἀπολαμβανομένου ὑπὸ δύο ἐπιπέδων

πρὸς ὀρθὰς τῷ ἄξονι ἀγομένων ἐν ταῖς ἀποστάσεσι x_0 καὶ x ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῶν συντεταγμένων·

$$E = 2\pi \int_{x_0}^x \psi \delta x \sqrt{1 + \left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2}.$$

386. Ἐλλειψοειδές. Τῆς ἐξισώσεως τῆς γεννητρίας καμπύλης διδούσης

$$\psi = \frac{\beta}{\alpha} \sqrt{\alpha^2 - x^2}, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = -\frac{\beta}{\alpha} \frac{x}{\sqrt{\alpha^2 - x^2}},$$

ἔχομεν δι' ἑκθεσιν τοῦ ἐμβαδοῦ τοῦ μέρους τῆς ἐπιφανείας ἀπολαμβανομένου ὑπὸ τοῦ πρὸς ὀρθὰς τῷ ἄξονι ἐκ τοῦ κέντρου ἀγομένου ἐπιπέδου, καὶ ἑτέρου ἐπιπέδου ἀγομένου ἐν ἀποστάσει x ἀπὸ τοῦ πρώτου·

$$E = 2\pi \frac{\beta}{\alpha} \int_0^x \delta x \sqrt{\alpha^2 - \frac{\alpha^2 - \beta^2}{\alpha^2} x^2}.$$

ὑποθέσωμεν πρῶτον $\alpha > \beta$, ἦτοι τὴν ἔλλειψιν περιαχθεῖσαν περὶ τὸν μείζονα ἄξονα αὐτῆς. Θέτομεν $\frac{\alpha^2 - \beta^2}{\alpha^2} = \varepsilon^2$, ὅθεν ἡ ἀνωτέρω ἑκθεσις καθίσταται

$$E = 2\pi \frac{\beta}{\alpha} \int_0^x \delta x \sqrt{\alpha^2 - \varepsilon^2 x^2}.$$

Γράφοντες αὐτὴν ὑπὸ τὴν μορφήν

$$E = 2\pi \frac{\beta}{\alpha\varepsilon} \int_0^x \varepsilon \delta x \sqrt{\alpha^2 - \varepsilon^2 x^2},$$

εὐρίσκομεν, κατὰ § 357,

$$E = 2\pi \frac{\beta}{\alpha\varepsilon} \left(\frac{1}{2} \varepsilon x \sqrt{\alpha^2 - \varepsilon^2 x^2} + \frac{1}{2} \alpha^2 \text{τόξ. ἡμ.} \frac{\varepsilon x}{\alpha} \right) \\ = \pi\beta \left(x \sqrt{1 - \frac{\varepsilon^2 x^2}{\alpha^2}} + \frac{\alpha}{\varepsilon} \text{τόξ. ἡμ.} \frac{\varepsilon x}{\alpha} \right).$$

Καθιστῶντες $x = a$ καὶ διπλασιάζοντες, λαμβάνομεν

$$2\pi\alpha\beta \left(\sqrt{1 - \varepsilon^2} + \frac{1}{\varepsilon} \text{τόξ. ἡμ.} \varepsilon \right), \quad \text{ἢ} \quad 2\pi \left(\beta^2 + \frac{\alpha\beta}{\varepsilon} \text{τόξ. ἡμ.} \varepsilon \right)$$

διὰ τὸν τετραγωνισμόν τῆς ἐπιφανείας τοῦ ἐλλειψοειδοῦς ἐκ περιστροφῆς.

Ὅταν $\varepsilon = 0$, ἢ $\alpha = \beta$, τὸ ἐλλειψοειδές ἀποκαθίσταται σφαῖρα. Τοῦ λόγου $\frac{\text{τόξ. ἡμ.} \varepsilon}{\varepsilon}$ τείνοντος πρὸς τὴν μονάδα καθ' ὅσον ε τείνει πρὸς τὸ μηδέν, ἔξομεν $4\pi\alpha^2$, ἐπιφάνειαν τῆς σφαίρας.

387. ὑποθέσωμεν ἤδη $\alpha < \beta$, ἦτοι τὴν ἔλλειψιν περιαχθεῖσαν περὶ τὸν ἐλάσσονα αὐτῆς ἄξονα. Δηλοῦντες καὶ αὐθις τῷ ε τὴν ἐκκεντρότητα, θέτομεν $\frac{\beta^2 - \alpha^2}{\beta^2} = \varepsilon^2$, καὶ ἔχομεν

$$E = 2\pi \frac{\beta}{\alpha} \int_0^x \delta x \sqrt{\alpha^2 + \frac{\beta^2 \varepsilon^2 x^2}{\alpha^2}} \\ = \frac{2\pi}{\varepsilon} \int_0^x \frac{\beta \varepsilon \delta x}{\alpha} \sqrt{\alpha^2 + \frac{\beta^2 \varepsilon^2 x^2}{\alpha^2}}.$$

Μορφοῦμεν δὲ, ὡς ἐν § 358, τὴν τιμὴν τοῦ ἀορίστου ὀλοκληρωτικοῦ

$$\int \frac{\beta \varepsilon \delta x}{\alpha} \sqrt{\alpha^2 + \frac{\beta^2 \varepsilon^2 x^2}{\alpha^2}} = A \\ + \frac{\beta \varepsilon x}{2\alpha} \sqrt{\alpha^2 + \frac{\beta^2 \varepsilon^2 x^2}{\alpha^2}} + \frac{\alpha^2}{2} \lambda \left(\frac{\frac{\beta \varepsilon x}{\alpha} + \sqrt{\alpha^2 + \frac{\beta^2 \varepsilon^2 x^2}{\alpha^2}}}{\alpha} \right)$$

Λαμβάνοντες τὸ ὀλοκληρωτικὸν ἀπὸ $x = 0$ μέχρι $x = x$, συνάγομεν·

$$\int_0^x \frac{\epsilon \delta x}{a} \sqrt{a^2 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2 x^2}{a^2}}$$

$$= \frac{\epsilon \delta x}{2a} \sqrt{a^2 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2 x^2}{a^2}} + \frac{a^2}{2} \lambda \frac{\frac{\epsilon \delta x}{a} + \sqrt{a^2 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2 x^2}{a^2}}}{a}$$

Άρα,

$$E = \Pi_1 \left[\frac{\epsilon x}{a} \sqrt{a^2 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2 x^2}{a^2}} + \frac{a^2}{\epsilon} \lambda \frac{\frac{\epsilon x}{a} + \sqrt{a^2 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2 x^2}{a^2}}}{a} \right]$$

$$= \Pi \epsilon \left[\lambda \sqrt{1 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2 x^2}{a^4}} + \frac{a^2}{\epsilon} \lambda \left(\frac{\epsilon \delta x}{a^2} + \sqrt{1 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2 x^2}{a^4}} \right) \right]$$

Καθιστώντες $x = a$ και διπλασιάζοντες, λαμβάνομεν τὴν ἐπιφάνειαν τοῦ ἐλλειψοειδοῦς,

$$2\Pi a \epsilon \left[\sqrt{1 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2}{a^2}} + \frac{a}{\epsilon} \lambda \left(\frac{\epsilon}{a} + \sqrt{1 + \frac{\epsilon^2 \epsilon^2}{a^2}} \right) \right],$$

$$\text{ἢ } 2\Pi \left[\epsilon^2 + \frac{a^2}{\epsilon} \lambda (1 + \epsilon) \frac{\epsilon}{a} \right].$$

Εὐρίσκομεν καὶ αὐτὴς τὴν σφαιρικὴν ἐπιφάνειαν ὑποθέτοντες $\epsilon = 0$, ἢτοι $a = b$. Τῶ ὄντι, τὸ πρῶτον μέρος καθίσταται $2\Pi a^2$. Ἴνα λάβωμεν τὸ δεύτερον, ἀναπτύσσομεν προηγουμένως αὐτὸ εἰς σειρὰν καὶ εὐρίσκομεν ἐπίσης $2\Pi a^2$. Τὸ ἄθροισμα αὐτῶν συνιστᾷ ἐπιφάνειαν σφαιρικὴν.

388. Δακτύλιος. Περιχθίζεται περὶ τὸν ἄξονα τῶν x κύκλος οὐτινος ἡ ἐξίσωσις ἔστω

$$(\psi - \beta)^2 + (x - a)^2 = a^2, \quad \text{ἐξ ἧς} \quad \frac{\delta \psi}{\delta x} = - \frac{x - a}{\psi - \beta}.$$

Ἔχομεν

$$E = 2\Pi \int \psi \delta x \sqrt{1 + \left(\frac{x - a}{\psi - \beta} \right)^2}$$

$$= 2\Pi a x + 2\Pi a \beta \text{ τόξ' ἢ } \frac{x - a}{a} + A.$$

Λογίζοντες τὴν ολοκληρωτικὴν τοῦτο μεταξὺ τῶν ὁρίων $a - a$ καὶ $a + a$ εὐρίσκομεν

$$2\Pi^2 \beta a + 4\Pi a^2,$$

τὴν ἐπιφάνειαν (Σχ. 74) ἣν τὸ ἀνώτερον ἡμικύκλιον καταγράφει. Ὁ λογισμὸς τῆς ὑπὸ τοῦ κατωτέρου ἡμικυκλίου καταγραφόμενης ἐπιφανείας δίδει

$$2\Pi^2 \beta a - 4\Pi a^2.$$

Τὸ ἄθροισμα τῶν δύο τούτων ἐξαγομένων ἰσοῦται

$$4\Pi^2 \beta a, \quad \text{ἢ } 2\Pi a \cdot 2\Pi \beta.$$

Ἄρα, ἡ τοῦ δακτυλίου ολοκλήρου ἐπιφάνεια ἰσοῦται τῷ γινομένῳ τῆς γεννητρίας περιφέρειας πολυπλασιαζομένης ἐπὶ τὴν ὑπὸ τοῦ κέντρου ταύτης καταγραφομένην περιφέρειαν. Ἡ διαφορὰ τῶν δύο μερικῶν ἐπιφανειῶν ἰσοῦται $8\Pi a^2$, ἢτοι τῷ διπλασίῳ τῆς σφαιρικῆς ἐπιφανείας ἧς ἡ ἀκτὺς εἶναι a . Ἄξιοπαράτηρητον εἶναι ὅτι, ἡ διαφορὰ αὕτη ἀνεξάρτητός ἐστι τῆς ἀποστάσεως τοῦ κέντρου ἀπὸ τοῦ ἄξονος τῆς περιστροφῆς.

389. Κατὰ τὰ προκτεθέντα, τετραγωνίζομεν τὴν ἐπιφάνειαν παντὸς στερεοῦ ἀπογεννωμένου τῆ περιαγωγῆ οἰασθήποτε καμπύλης ἐπιπέδου περὶ ἄξονα κείμενον ἐν τῷ αὐτῷ τῆς γεννητρίας καμπύλης ἐπιπέδῳ. Τηρουμένων καὶ ἐνταῦθα τῶν ἐν § 380 ὀνομασιῶν (Σχ. 73), τὸ ἐμβαδὸν τῆς ἀπογεννωμένης ἐπιφανείας περιαγωγῆ τῆς καμπύλης $MM'NN'$ περὶ τὸν ἄξονα AX , ἐμφαίνεται προφανῶς ὑπὸ τοῦ ὠρισμένου ολοκληρωτικοῦ

$$2\Pi \int_{x_0}^{x_0} \delta x \left[\psi_1 \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \psi_1}{\delta x} \right)^2} + \psi_2 \sqrt{1 + \left(\frac{\delta \psi_2}{\delta x} \right)^2} \right].$$

390. Ἐφαρμοστέον τὸν τύπον τοῦτον τῷ δακτυλίῳ. Τότε ἀνώτερον μέρος τῆς περιφέρειας τοῦ γεννήτορος κύκλου καὶ τὸ κατώτερον καταγράφουσιν ἐπιφανείας ὧν τὰ διαφορικά εἰσὶν ἀμοιβαίως·

$$2\pi[\beta + \sqrt{\alpha^2 - (x-a)^2}]δς, \quad 2\pi[\beta - \sqrt{\alpha^2 - (x-a)^2}]δς.$$

ὑποτιθεμένων τῶν ἐπιφανειῶν τούτων μεταξύ τῶν αὐτῶν ἐπιπέδων καθέτων τῷ ἄξονι, x καὶ $δς$ ἔσονται κοινὰ, τὸ δὲ ἄθροισμα τῶν δύο διαφορικῶν ἔσεται $4\pi\beta\deltaς$, οὕτινος τὸ ὁλοκληρωτικὸν εἶναι $4\pi\beta s + A$. Τὴν ἐπιφάνειαν ὁλοκληρὸν τοῦ δακτυλίου λαμβάνομεν καθιστῶντες s ἴσον τῇ ἡμιπεριφέρειᾳ $\Pi\alpha$, καὶ $A=0$, ὅθεν συνάγομεν καὶ αὐθις, ὡς ἐν § 388,

$$E = 4\pi^2\beta\alpha.$$

IB'. ΚΥΒΙΣΜΟΣ ΣΤΕΡΕΩΝ ΠΑΝΤΟΙΩΝ ΣΧΗΜΑΤΩΝ.

391. Προκείσθω στερεὸν οὕτινος ἡ ἐπιφάνεια, ἐν ἄξοσιν ὀρθογωνίαις, δηλοῦται τῇ ἐξισώσει

$$\omega = \Sigma(x, \psi).$$

Τὸ πρόβλημα τῆς καταμετρήσεως τοῦ στερεοῦ τούτου παρουσιασθήσεται ὑπὸ τὴν γενικιωτέραν ἔποψιν εἰ, γράψαντες ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου $X\Psi$ (Σχ. 73) περιοχὴν οἰανδήποτε $MM'NN'$, ζητήσωμεν τὸν ἀπολαμβανόμενον ἔγκον ὑπὸ τοῦ ἐπιπέδου τῶν $x\psi$, τῆς ἐπιφανείας τοῦ στερεοῦ, καὶ τοῦ κυλίνδρου οὕτινος βάσις μὲν εἶναι ἡ περιοχὴ $MM'NN'$, αἱ πλευραὶ δὲ εἰσὶ παράλληλοι τῷ ἄξονι τῶν ω . Δηλώσωμεν x_0 καὶ x_ω τὰς ἄκρας τετμημένας $ΑΠ$ καὶ $ΑΚ$ τῆς γραμμῆς $MM'NN'$. ψ_1 καὶ ψ_2 τὰς τεταγμένας $M'\pi$ καὶ $N'\pi$ ἀντιστοιχοῦσας ἐπὶ τὴν τετμημένην $Απ$ παρισταμένην τῷ x , καὶ ἀνηκούσας ἀμοιβαίως εἰς τοὺς κλώνας $MM'N$ καὶ $MN'N$ τῆς γραμμῆς ταύτης. Αἱ ποσότητες ψ_1 καὶ ψ_2 ἔσονται συνεχόμεναι δεδομένα τῆς τετμημένης x .

Τούτων τεθέντων, θεωρήσωμεν τὸ μέρος τοῦ ζητουμένου ὄγκου οὕτινος ἡ βάσις ἐν τῷ ἐπιπέδῳ τῶν $x\psi$ εἶναι $MM'N'$.

Ἐστω O ἡ τιμὴ αὐτοῦ, συνέκθεσις οὔσα τῆς x . Ὅταν ἡ τετμημένη $Απ$, ἢ x , αὐξήσῃ κατὰ τὴν ἀπειροσθημόριον ποσότητα δx , παρισταμένην ἐν τῷ σχήματι ὑπὸ $\pi\kappa$, ὁ ὄγκος O αὐξήσῃ ἐπίσης κατὰ ἀπειροσθημόριον μέρος, οὕτινος ἡ βάσις ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου τῶν $x\psi$ εἶναι $M'v'N'$. Ἄρα, τὸ μέρος τοῦτο ἐμφανίζει τὸ διαφορικὸν δO . Ἐκ δὲ τῶν ἐν ἀρχῇ τοῦ Z' ἄρθρου προαποδοθεισῶν γνώσεων, προκύπτει ὅτι ἔχομεν

$$O = \int_{x_0}^x \delta O,$$

καὶ ὅτι ὅλος ὁ ὄγκος, βάσιν ἔχων τὴν περιοχὴν $MM'NN'$, δηλοῦται ὑπὸ

$$\int_{x_0}^{x_\omega} \delta O.$$

Πρόκειται ἤδη ἐκθέσαι ἀναλυτικῶς τὸ διαφορικὸν τοῦτο δO . ἦτοι τὸ ἀπειροσθημόριον μέρος τοῦ ζητουμένου στερεοῦ, οὕτινος ἡ βάσις εἶναι $M'v'N'$. Τὸ μέρος δὲ τοῦτο δὲν εἶναι ἡ τμήμα τοῦ στερεοῦ τούτου ἀπολαμβανόμενον ὑπὸ δύο ἐπιπέδων ἀγομένων παραλλήλως τῷ ἐπιπέδῳ $\Psi\Omega$, ἐν ταῖς ἀποστάσεσι x καὶ $x + \delta x$ ἀπὸ τούτου. Θεωρήσωμεν σημεῖον τὸ τυχόν, μ , τῆς γραμμῆς $M'N'$. Ἐστω ψ ἡ συντεταγμένη $\mu\pi$ τοῦ σημείου τούτου· $\omega = \Sigma(x, \psi)$ ἔσεται ἡ τεταγμένη τῆς ἐπιφανείας ὑφ' ἧς τὸ στερεὸν περατοῦται, συστοιχοῦσα τῷ μ σημείῳ. Θεωρήσωμεν προσέτι τὸ μέρος $M'v'\mu$ τοῦ τμήματος ὃ πρόκειται διατιμῆσαι, καὶ ὅπερ προδήλως εἶναι συνέκθεσις τις τῆς τεταγμένης $\mu\pi$, ἢ ψ . Φανερόν ὅτι, αὐξανομένης ψ κατὰ τὴν ἀπειροσθημόριον ποσότητα $\delta\psi$, παρισταμένην ἐπὶ τοῦ σχήματος ὑπὸ $\mu\mu'$, τὸ μέρος $M'v'\mu$ τοῦ περὶ οὗ πρόκειται τμήματος αὐξήσῃ κατὰ δευτέρας τάξεως ἀπειροσθημόριον τμήμα στερεοῦ, οὕτινος βάσις εἶναι τὸ ὀρθογώνιον $\mu\kappa'\nu\mu'$. Ἄλλ' ὁ ὄγκος περὶ οὗ πρόκειται περιέχεται, ὡς δῆλον, μεταξύ δύο πρισματῶν ὀρθῶν, οἷς κοινὴ μὲν βάσις εἶναι $\mu\kappa'\nu\mu'$, ὕψη δὲ ἀμοιβαίως εἰσὶν ἡ μείζων καὶ ἡ ἐλάσσων τῶν τεταγμένων συστοιχοῦσῶν εἰς τὰ τέσσαρα σημεῖα μ, κ', ν, μ' .

Ἐπειδὴ δὲ τὰ δύο ταῦτα ὕψη δὲν διαφέρουσι τῆς τεταγμένης ω τοῦ σημείου μ ἢ κατὰ ποσότητα ἀπειροσθημόριον, εἰσι θεωρητέα ὡς ἴσα ω. Ἐπομένως λαμβάνομεν τὸ γινόμενον δx.δψ.ω δι' ἑκθέσιν τῆς αὐξήσεως εἰς ἣν ὑποκύπτει τὸ μέρος τοῦ τμήματος οὔτινος ἢ βάσις εἶναι Μ'ν'κ'μ. Ἄρα, θεωρήσομεν τὸ τμήμα τοῦτο ὡς τὸ ἄθροισμα ἀπείρου ἀριθμοῦ διαφορικῶν δηλουμένων ὑπὸ δx.δψ.ω, ἐν ᾗ ἐκθέσει δx εἶναι παράγων κοινὸς καὶ ἀτρεπτος. Ἐντεῦθεν προκύπτει ὅτι, ἐὰν λάβωμεν τὸ ὀλοκληρωτικὸν δx ∫ δψ.ω μεταξὺ δύο ὀρίων συστοιχούντων τοῖς σημείοις Μ' καὶ Ν', ἥτοι ἀπὸ ψ=ψ₁ μέχρι ψ=ψ₂, ἔξομεν ἔξαγόμενον μὴ διαφέρον τοῦ ὄγκου τοῦ ζητουμένου τμήματος ἢ κατὰ ποσότητα ἀπειροσθημόριον δευτέρας τάξεως, ἥτις παραληπτέα ἐστὶ σχετικῶς πρὸς τὸν ὄγκον τοῦτον, ἀπειροσθημόριον ὄντα τῆς πρώτης τάξεως. Λοιπὸν, γράφομεν

$$\delta O = \delta x \int_{\psi_1}^{\psi_2} \delta \psi \cdot \omega.$$

Ἀντισταγωγόμενης τῆς τιμῆς ταύτης ἐν τῇ προηγουμένῃ ἐκθέσει τοῦ O, λαμβάνομεν

$$O = \int_{x_0}^{x_\omega} \delta x \int_{\psi_1}^{\psi_2} \delta \psi \cdot \omega,$$

δι' ἑκθέσιν γενικὴν τοῦ μέρους τοῦ ζητουμένου ὄγκου ἀπολαμβανόμενου ὑπὸ ἐπιπέδων ἀγομένων παραλλήλως τῶ τῶν ψω, ἐν ταῖς ἀποστάσεσι x₀ καὶ x ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῶν συντεταγμένων. Ἐπομένως ἡ ἐκθέσις ὀλοκλήρου τοῦ ὄγκου τούτου ἔσεται

$$\int_{x_0}^{x_\omega} \delta x \int_{\psi_1}^{\psi_2} \delta \psi \cdot \omega.$$

Οἱ τύποι οὗτοι καλοῦνται ὀλοκληρωτικὰ ὠρισμένα διπλᾶ διότι ἀναφέρονται πρὸς τὰς δύο μεταβλητάς x, ψ. Τὴν τιμὴν αὐτῶν ὀρίζομεν ἀείποτε διὰ τῶν ἐν τοῖς προηγουμένοις ἀρθροῖς ἐκτεθεισῶν μεθόδων. Τῶ ὄντι, μετὰ τὴν ἀντισταγωγὴν τῆς τιμῆς Σ(x, ψ) τῆς ω, μορφοῦμεν πρὸς ψ τὸ ἀόριστον ὀλο-

κληρωτικὸν ∫ δψ.Σ(x, ψ), θεωροῦντες x ὡς ἀτρεπτον. Ἐπειδὴ δὲ τὸ ὀλοκληρωτικὸν τοῦτο ληφθήσεται μεταξὺ τῶν ὀρίων ψ₁ καὶ ψ₂, δηλούντων συνεκθέσεις δεδομένας τῆς x, τὸ ἔξαγόμενον τῆς ἐργασίας ἔσεται συνέκθεσις τις τῆς x μόνης. Ἐστω Φ(x) ἡ συνέκθεσις αὕτη· ὑπολειφθήσεται μόνον ἡ εὗρεσις τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ

$$\int_{x_0}^{x_\omega} \Phi(x) \delta x,$$

392. Παρατηρητέον ὅτι, οὐδὲ ὡς ἀλλοιοῦται ἡ τιμὴ ὀλοκληρωτικοῦ τινος ὠρισμένου διπλοῦ ἀνταλλασσομένης τῆς τάξεως τῶν διαδοχικῶν ὀλοκληρώσεων ἐκτελουμένων καθ' ἑκάστην τῶν μεταβλητῶν. Ἔχομεν ἀείποτε·

$$\int_{x_0}^{x_\omega} \delta x \int_{\psi_1}^{\psi_2} \delta \psi \cdot \omega = \int_{\psi_0}^{\psi_\omega} \delta \psi \int_{x_1}^{x_2} \delta x \cdot \omega'$$

δηλοῦντες x₁ καὶ x₂ τὰς τιμὰς τῶν x εἰς ψ, ἔξαγομένας ἐκ τῆς ἐξισώσεως τῆς καμπύλης MN, ἀνηκούσας ἀμοιβαίως εἰς τὰ δύο μέρη τῆς καμπύλης ταύτης ὑφ' ὧν περιορίζεται τὸ ὀλοκληρωτικὸν κατὰ τὴν διεύθυνσιν τῶν x· καὶ δηλοῦντες ψ₀ καὶ ψ_ω τὰς κατὰ τὰ πέρατα τιμὰς τῆς τεταγμένης ψ ἀνηκούσας τῇ αὐτῇ καμπύλῃ. Δῆλον, τῶ ὄντι, ὅτι ἑκατέρα τῶν ἐκθέσεων τούτων δίδει ἐξίσου τὴν τιμὴν τοῦ ζητουμένου στερεοῦ. Ἀναμνηστέον ὅμως ὅτι, ἡ χρῆσις τῶν ἐκθέσεων περὶ ὧν ὁ λόγος ὑποθέτει, ἐν γένει, ὅτι οὐδεμίαν τιμὴν τῆς τεταγμένης ω ὑπάρχει ἀπειρος οὔσα ἐντὸς τῶν ὀρίων τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ. Εἰ τούναντίον, δὲν δυνάμεθα εὐρεῖν τὴν τιμὴν αὐτοῦ ἢ ἀναλύοντες αὐτὸ εἰς μέρη διακεκριμένα, διαχωριζόμενα ὑπὸ τῶν περὶ ὧν πρόκειται τεταγμένων. Ἐὰν αἱ τιμαὶ τῶν μερῶν τούτων ἐκφράζωνται δι' ἀριθμῶν ἀπείρων μετὰ σημείων ἐναντιῶν, ἢ τοῦ ἀθροίσματος αὐτῶν τιμῆ, κατὰ συνέπειαν δὲ ἢ τοῦ προτεθέντος ὀλοκληρωτικοῦ, ἔσεται ἀδιόριστος.

393. Ἐφαρμοστέον ταῦτα τῶ ἐλλειψοειδεῖ, ἐν τοῖς ἀξοσιν αὐτοῦ ἐμφαινόμενῳ ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως.

$$\frac{\lambda^2}{a^2} + \frac{\psi^2}{b^2} + \frac{\omega^2}{\gamma^2} = 1, \quad \eta \quad \omega = \gamma \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2} - \frac{\psi^2}{b^2}}$$

Η εξίσωσις τῆς τομῆς τῆς τοῦ στερεοῦ ἐπιφανείας τῶ ἐπιπέδου τῶν $x\psi$ εἶναι

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{\psi^2}{b^2} = 1, \quad \eta \quad \psi = b \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2}}$$

ἡ τιμὴ δὲ αὕτη συνιστᾷ τὸ ὄριον τοῦ σώματος κατὰ τὴν διεύθυνσιν τῶν ψ . Τὰ ὅρια αὐτοῦ κατὰ τὴν διεύθυνσιν τῶν x δίδονται ὑπὸ τῶν τετμημένων $x = -a, x = a$. Ἄρα, ὁ ὄγκος τοῦ ἡμιελλειψοειδοῦς, ἄνω τοῦ ἐπιπέδου τῶν $x\psi$ κειμένου, δηλοῦται τῶ διπλῶ ὀλοκληρωτικῶ

$$\int_{-a}^a dx \int_{-\frac{b}{\gamma} \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2}}}^{\frac{b}{\gamma} \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2}}} \delta\psi \cdot \gamma \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2} - \frac{\psi^2}{b^2}}$$

ἢ προσέτι,

$$\frac{\gamma}{b} \int_{-a}^a dx \int_{-\sqrt{\frac{b^2(a^2-x^2)}{a^2}}}^{\sqrt{\frac{b^2(a^2-x^2)}{a^2}}} \delta\psi \sqrt{\frac{b^2(a^2-x^2)}{a^2} - \psi^2}$$

Κατὰ πρῶτον ἔχομεν

$$\int_{-\sqrt{\frac{b^2(a^2-x^2)}{a^2}}}^{\sqrt{\frac{b^2(a^2-x^2)}{a^2}}} \delta\psi \sqrt{\frac{b^2(a^2-x^2)}{a^2} - \psi^2} = \frac{\pi b^2(a^2-x^2)}{2a^2}$$

διότι τὸ πρῶτον μέλος ἐμφαίνει προδήλως τὸ ἐμβαδὸν κύκλου οὔτινος ἡ ἀκτίς εἶναι $\sqrt{\frac{b^2(a^2-x^2)}{a^2}}$. Ἄρα, ὑπολείπεται ἡ μόρφωσις τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ

$$\frac{\gamma}{b} \int_{-a}^a dx \cdot \frac{\pi b^2(a^2-x^2)}{2a^2}, \quad \eta \quad \frac{\pi b \gamma}{2a^2} \int_{-a}^a dx (a^2 - x^2),$$

οὔτινος ἡ τιμὴ εἶναι $\frac{2}{3} \pi a b \gamma$. Ἄρα, ὁ ὄγκος ὀλόκληρος τοῦ ἐλλειψοειδοῦς εἶναι $\frac{4}{3} \pi a b \gamma$.

Ἐὰν ὑποθέσωμεν $a = b = \gamma$, ἔχομεν $\frac{4}{3} \pi a^3$, στερεότητα τῆς σφαίρας.

394. Ἐνίοτε ὀρίζομεν τὸν ὄγκον στερεοῦ δεδομένου, μὴ παραγομένου ἐκ περιστροφῆς, δι' ἀπλῆς ὀλοκληρώσεως, μὴ ποιῶντες χρῆσιν τῶν ἀνωτέρω τύπων. Τοῦτο ἐκτελέσομεν ἐπὶ τῆς πυραμίδος $AB\Gamma\Delta$ (Σχ. 75). Πρὸς τοῦτο, θεωρήσωμεν τομὴν τινὰ HZE παράλληλον τῇ βάσει τῆς πυραμίδος ἀπὸ τῆς κορυφῆς A ἄγομεν τὴν πρὸς ὀρθὰς $A\Theta$ τῇ βάσει. Καλοῦμεν x καὶ θ τὰ μέρη AI καὶ $I\Theta$ τῆς καθέτου ταύτης, ἀπολαμβανόμενα ὑπὸ τῆς κορυφῆς A καὶ τῶν ἐπιπέδων $\Delta\Gamma B, HZE$. Τὸ ἐμβαδὸν τοῦ τριγώνου HZE εἶναι συνέκθεσις τῆς x καθ' ὅ,τι αὐξάνει ἢ μειοῦται κατὰ τὴν τιμὴν ταύτης· ἄρα ἔχομεν

$$HEZ = \Sigma(x), \quad \Delta B\Gamma = \Sigma(x + \theta).$$

Τοῦ ὄγκου τῆς πυραμίδος $AHZE$ ὄντος ἐπίσης συνέκθεσις τῆς x , δυνάμεθα ὑποθέσαι

$$\text{στερ. } AHZE = \Phi(x), \quad \text{στερ. } A\Delta B\Gamma = \Phi(x + \theta).$$

Φανερόν ὅτι, ἡ τετμημένη πυραμὶς PIB , διαφορὰ οὔσα τῶν στερεῶν τούτων, εἶναι ἐλάσσων τοῦ ὄγκου τοῦ πρίσματος βάσιν ἔχοντος $B\Gamma\Delta$ καὶ ὕψος θ , μείζων δὲ τοῦ ὄγκου τοῦ πρίσματος βάσιν ἔχοντος EZH καὶ ὕψος τὸ αὐτὸ θ . Ὁ λόγος τῶν πρισματῶν τούτων εἶναι

$$\frac{\Sigma(x + \theta)\theta}{\Sigma(x)\theta} = \frac{\Sigma(x + \theta)}{\Sigma(x)}$$

Ἐν τῷ ὀρίῳ δὲ, τοῦ λόγου τούτου ἰσομένου μονάδι, ἔτι μᾶλλον ὁ ὑπάρχων λόγος μεταξὺ τῆς τετμημένης πυραμίδος PIB καὶ τοῦ ἐτέρου τῶν πρισματῶν τούτων ἔσεται τότε ἴσος μονάδι. Δηλουμένου τοῦ ὄγκου τῆς τετμημένης πυραμίδος ὑπὸ

$\Phi(x + 0) - \Phi(x)$, ο λόγος αὐτοῦ πρὸς τὸν τοῦ πρίσματος, οὔτινος ΠΕΖ εἶναι βᾶσις καὶ 0 ὕψος, ἔσεται

$$\frac{\Phi(x + 0) - \Phi(x)}{\Sigma(x)0} = \frac{\frac{\delta\Phi(x)}{\delta x} + \frac{\delta^2\Phi(x)}{\delta x^2} \frac{0}{2} + \dots}{\Sigma(x)}$$

Ἐν δὲ τῷ ὀρίῳ ἔχομεν

$$\frac{\delta\Phi(x)}{\Sigma(x)\delta x} = 1, \quad \eta \quad \delta\Phi(x) = \Sigma(x)\delta x. \quad (1)$$

ΣΗΜ. Εἰς τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον κατανοῶμεν, ἐὰν θεωρήσωμεν τὴν πυραμίδα ὡς συγκειμένην ἐξ ἀπείρου ἀριθμοῦ τμημάτων παραλλήλων τῇ βᾶσει αὐτῆς. Ἐκαστον τμήμα δύναται θεωρηθῆναι ὡς πρίσμα οὔτινος $\Sigma(x)$ εἶναι ἡ βᾶσις καὶ δx τὸ ὕψος. Ἄρα $\Sigma(x)\delta x$ ἐμφανίζει τὸ τῆς πυραμίδος στοιχεῖον.

Ὅρισωμεν ἤδη τὸν ὄγκον τῆς προτεθείσης πυραμίδος. Ἐστωσαν, u τὸ ὕψος αὐτῆς καὶ B τὸ τῆς βᾶσεως ἐμβαδόν· ἔχομεν

$$B : \Sigma(x) :: u^2 : x^2, \quad \eta \quad \Sigma(x) = \frac{Bx^2}{u^2}$$

Ἀντικαθίσταμεν τὴν τιμὴν ταύτην ἐν τῇ ἐξίσώσει (1), λαμβάνομεν

$$\delta\Phi(x) = \frac{Bx^2}{u^2} \delta x, \quad \text{καὶ} \quad \Phi(x) = \frac{B}{u^2} \int x^2 \delta x = \frac{B}{3u^2} x^3 + A$$

Τοῦ στερεοῦ ΑΠΕΖ, τῇ $\Phi(x)$ δηλουμένου, μηδενίζομένου ὅταν $x = 0$, ἔχομεν $A = 0$. Καθιστώντες δὲ $x = u$, εὐρίσκομεν τὸ ὠρισμένον ὀλοκληρωτικόν, τὸν ὄγκον τῆς πυραμίδος ΑΒΓΑ ἐμφαίνον, ἥτοι $\frac{1}{3} Bu$, ὡς γνωστὸν ἐκ τῆς Γεωμετρίας.

Ἐν γένει, ἐὰν ἡ τομὴ ΠΖΕ, ἀντὶ τριγώνου ᾗναι ἐπιφάνεια οἰαδήποτε, ἀρκεῖ μόνον ἡ ἐπιφάνεια αὕτη νὰ ᾗναι συνέκθεσις τῆς x , δεικνύεται, ὡς ἐν τῇ πυραμίδι, ὅτι τὸ στοιχεῖον τοῦ στερεοῦ δηλοῦται ὑπὸ $\Sigma(x)\delta x$, ὡς πληροφοροῦμεθα τοῦτο καὶ ἐκ τῶν ἐξῆς προβλημάτων.

395. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Εὐρεῖν τὴν στερεότητα τμήματος κυλινδρικοῦ, τοῦ ΑΔΒΕ, διδομένου τῇ τομῇ κυλινδρου

ὀρθοῦ ὑπὸ ἐπιπέδου ΔΒΑ πλαγίου πρὸς τὴν βᾶσιν αὐτοῦ, διὰ τοῦ κέντρου δὲ αὐτῆς Κ διερχομένου (Σκ. 76).

Φαντασθῶμεν τὸ στερεὸν τοῦτο τμηθὲν ὑπὸ ἐπιπέδων παραλλήλων, ἔγγιστα ἀλλήλοις, καὶ καθέτων τῇ βᾶσει ΑΕΒ. Αἱ τομαὶ ἔσονται τρίγωνα ὅμοια, ὧν αἱ ἐπὶ τῆς διαμέτρου ΑΒ καθέτου τῇ ΕΚ κείμεναι γωνίαι ἔσονται ἴσαι. Καλοῦμεν a τὴν ἀκτῖνα ΕΚ, u τὸ ὕψος ΑΕ καὶ θ τὴν βᾶσιν ΠΜ τοῦ τριγώνου ΠΜΝ. Ἐχομεν

$$ΚΕΑ : ΠΜΝ :: a^2 : \theta^2$$

Ἀλλὰ $ΚΕΑ = \frac{au}{2}$ ἄρα $ΠΜΝ = \frac{u\theta^2}{2a}$

Κληθείσῃς ἤδη τῆς ΑΠ = x , τὸ πάχος Ππ τοῦ ὑπὸ δύο προσεχῶν ἐπιπέδων ἀπολημβανομένου τμήματος ἔσεται δx · τὸ τμήμα δὲ αὐτὸ = $\frac{u\theta^2}{2a} \delta x$. Ἀλλὰ θ εἶναι ἡ τεταγμένη

τοῦ κύκλου, βᾶσεως τοῦ κυλινδρου, καὶ ἐν αὐτῷ ἔχομεν ἐπομένως $\theta^2 = 2ax - x^2$. Ἄρα, τὸ στοιχειῶδες τμήμα καθίσταται

$$\frac{u\delta x(2ax - x^2)}{2a}, \quad \eta \quad \frac{u}{2a} (2ax\delta x - x^2\delta x),$$

οὔτινος τὸ ὀλοκληρωτικόν, ἀρχομένου τοῦ στερεοῦ ἀπὸ τοῦ Α, εἶναι

$$\frac{u}{2a} \int (2ax\delta x - x^2\delta x) = \frac{u}{2a} \left(ax^2 - \frac{x^3}{3} \right),$$

μὴ ὑπαρχούσης ἀτρέπτου.

Πρὸς εὔρεσιν δὲ τοῦ ὄλου στερεοῦ τεθείσθω $x = 2a$ · ὅθεν συνάγομεν

$$\frac{u}{2a} \left(4a^3 - \frac{8a^3}{3} \right) = \frac{2}{3} a^2 u = \frac{1}{3} ua \times \frac{4}{3} a = ΚΕΑ \times \frac{2}{3} ΑΒ.$$

Τουτέστι, τὸ προκείμενον στερεὸν ἰσοῦται δυσὶ τριτημορίοις τοῦ πρίσματος, οὔτινος βᾶσις μὲν ἐστὶ τὸ τρίγωνον ΚΕΑ, ὕψος δὲ ἡ διάμετρος ΑΒ.

396. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Εύρειν τὴν στερεότητα κώνου βάσιν ἔχοντος τὴν τυχοῦσαν.

Λαμβάνομεν ὡς ἄξονα τῶν x τὴν πρὸς ὀρθὰς ἐπὶ τὴν βάσιν τοῦ κώνου ἀπὸ τῆς κορυφῆς αὐτοῦ ὡς ἐπίπεδον τῶν $\Psi\Omega$ τὸ ἀπὸ τῆς αὐτῆς κορυφῆς παραλλήλως τῇ βάσει ἀγόμενον. Καλοῦμεν u τὸ τοῦ κώνου ὕψος καὶ b τὴν βάσιν αὐτοῦ. Ἄγομεν ἐν ἀποστάσει ἀπὸ τῆς ἀρχῆς ἴση x ἐπίπεδον παράλληλον τῷ τῶν $\psi\omega$. Τὸ ἐμβαδὸν τῆς τομῆς συνεκθέσεως οὗτης τῆς x , ἰσοῦται, κατὰ γνωστὸν θεώρημα,

$$\Sigma(x) = \frac{bx^2}{u^2} \quad \text{Ἄρα}$$

$$O = \int_0^u \frac{bx^2 \delta x}{u^2} = \frac{bx^3}{3u^2}$$

$x = u$, δίδει $\frac{1}{3} bu$, στερεότητα τοῦ κώνου.

397. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Ἐλλειψοειδοῦς, ἐν τοῖς ἄξουσιν αὐτοῦ ἀναφερομένου, εὔρειν τὴν στερεότητα.

Ἐστω ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{\psi^2}{b^2} + \frac{\omega^2}{\gamma^2} = 1.$$

Ἡ τομὴ τοῦ ἔλλειψοειδοῦς ἐπιπέδῳ παραλλήλῳ τῷ $\Psi\Omega$, ἐν τῇ ἀποστάσει x ἀπὸ τῆς ἀρχῆς, δηλοῦται ὑπὸ τῆς ἐξίσωσις

$$\frac{\psi^2}{b^2} + \frac{\omega^2}{\gamma^2} = 1 - \frac{x^2}{a^2}.$$

Ἡ δ' ἐκθεσις τοῦ ἐμβαδοῦ τῆς τομῆς ταύτης εἶναι

$$\frac{\Pi\beta\gamma}{a^2} (a^2 - x^2).$$

Ἄρα, ὁ ὄγκος τοῦ περιεχομένου τμήματος ὑπὸ τοῦ ἐπιπέδου τῶν $\psi\omega$ καὶ τοῦ τῆς τομῆς εἶναι

$$O = \frac{\Pi\beta\gamma}{a^2} \int_0^x \delta x (a^2 - x^2) = \frac{\Pi\beta\gamma}{a^2} \left(a^2 x - \frac{x^3}{3} \right),$$

ἔθεν πορίζομεθα τῇ ὑποθέσει $x = a$, τὴν στερεότητα τοῦ ἡμιέλλειψοειδοῦς.

398. Ὑποθέσωμεν ἤδη τὸν ἄξονα τῶν x μὴ ὄντα κάθετον τῷ ἐπιπέδῳ τῶν τομῶν. Συγκρίνοντες τὸ ἀπολαμβανόμενον στερεὸν ὑπὸ δύο ἐπιπέδων παραλλήλων τῷ $\Psi\Omega$ καὶ ὑπὸ τῆς ἐπιφανείας, πρὸς κύλινδρον πλάγιον βάσιν ἔχοντα $\Sigma(x)$ καὶ ὕψος τὸ μεταξύ τῶν δύο ἐπιπέδων ἀπόστημα δηλούμενον ὑπὸ δx ἢ $\mu\lambda$ (λ οὖσης τῆς περιεχομένης γωνίας ὑπὸ τῶν ἐπιπέδων τῆς τομῆς καὶ τοῦ ἄξονος τῶν x), ἔχομεν τότε

$$\delta O = \Sigma(x) \delta x \cdot \mu\lambda, \quad \text{ἔθεν} \quad O = \mu\lambda \int \Sigma(x) \delta x.$$

399. Ἐφαρμόζοντες τὸν τύπον τοῦτον ἐπὶ τὸ ἔλλειψοειδὸς ἐν τοῖς διαμέτροις αὐτοῦ, δηλούμενον τῇ ἐξίσωσει

$$\frac{x^2}{a'^2} + \frac{\psi^2}{b'^2} + \frac{\omega^2}{\gamma'^2} = 1,$$

λαμβάνομεν δι' ἐπιφάνειαν τῆς παραλλήλου τομῆς

$$\frac{\Pi\beta'\gamma'}{a'} (a'^2 - x^2) \cdot \mu\theta.$$

Ο οὖσης τῆς ὑπὸ τῶν συζυγῶν ἡμιδιαμέτρων τῆς παραλλήλου τῷ ἐπιπέδῳ $\Psi\Omega$ τομῆς περιεχομένης γωνίας. Ἐπομένως ἔχομεν τὴν στερεότητα τοῦ ἔλλειπτικοῦ τμήματος

$$O = \frac{\Pi\beta'\gamma' \cdot \mu\theta \cdot \mu\lambda}{a'^2} \int_0^x (a'^2 - x^2) \delta x = \frac{\Pi\beta'\gamma' \cdot \mu\theta \cdot \mu\lambda}{a'^2} \left(a'^2 x - \frac{x^3}{3} \right)$$

καὶ διὰ τὸ ἔλλειψοειδὸς ὀλόκληρον, $\frac{4}{3} \Pi a' b' \gamma' \cdot \mu\theta \cdot \mu\lambda$.

400. Συγκρίνομεν τὴν τελευταίαν ἐκθεσιν ταύτην τῆς στερεότητος τοῦ ἔλλειψοειδοῦς πρὸς τὴν ἐν § 393 εὑρεθείσαν, συνάγομεν

$$a' b' \gamma' \cdot \mu\theta \cdot \mu\lambda = a b \gamma, \quad \Pi a b \gamma = \Pi a' b' \gamma' \cdot \mu\theta \cdot \mu\lambda.$$

Ἡ μὲν πρώτη τῶν σχέσεων τούτων δείκνυσιν ὅτι, ἀπαντα τὰ ἐπὶ τῶν συζυγῶν διαμέτρων τοῦ ἔλλειψοειδοῦς κατα-

σκευαζόμενα παραλληλεπίπεδα, ισοδύναμά εἰσι τῶ ἐπὶ τῶν ἀξόνων αὐτοῦ κατασκευαζομένων παραλληλεπίπεδῶ ὀρθῶ.

Ἡ δὲ δευτέρα ὅτι, ἕπαρτες οἱ περιγεγραμμένοι εἰς τὸ ἐλλειψοειδὲς κύλινδροι, ὧν αἱ βάσεις παράλληλοι εἰσι τοῖς ἐπιπέδοις τῶν καμπυλῶν τῶν ἐπαφῶν, εἰσὶν ισοδύναμοι ἀλλήλοις.

ΙΓ'. ΠΕΡΙ ΣΥΝΘΗΚΩΝ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΙΜΟΤΗΤΟΣ ΤΩΝ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΤΗΣ ΠΡΩΤΗΣ ΤΑΞΕΩΣ, ΠΕΡΙΕΚΤΙΚΩΝ ΠΛΕΙΟΝΩΝ ΜΕΤΑΒΛΗΤΩΝ ΑΝΕΞΑΡΤΗΤΩΝ. — ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΙΣ ΤΩΝ ΣΥΝΕΚΘΕΣΕΩΝ ΤΟΥΤΩΝ, ΕΚΗΛΗΡΟΥΣΩΝ ΤΑΣ ΣΥΝΘΗΚΑΣ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΙΜΟΤΗΤΟΣ.

401. Πᾶσα συνέκθεσις διαφορικῆ μιᾶς μεταβλητῆς, ὡς $\Sigma(x)\delta x$, ἀείποτε θεωρητέα ἐστὶν ὡς τὸ ἀκριβὲς διαφορικὸν συνεκθέσεώς τινος τῆς x . Τῶ ὄντι, ἡ $\Sigma(x)\delta x$ εἶναι τὸ διαφορικὸν γνωστῆς συνεκθέσεως τῆς x , ἐν τοιαύτῃ δὲ περιπτώσει ὀλοκληροῦται ἀμέσως, ἢ τοῦλάχιστον ἔσεται δυνατόν ἐκτελέσαι τὴν ὀλοκλήρωσιν ταύτην κατὰ προσέγγισιν.

402. Θεωρήσωμεν ἤδη συνέκθεσιν τινα διαφορικὴν πρωτοταγῆ δύο μεταβλητῶν x, ψ , ὡς $\Pi\delta x + K\delta\psi$, ἐν ἧ Π, K , δηλοῦσι συνεκθέσεις οἰαςδήποτε τῶν x, ψ . Τοιαύτην τινὰ συνέκθεσιν ἀδύνατον θεωρῆσαι ἐν γένει ὡς οὔσαν ἀκριβῶς τὸ διαφορικὸν ἐτέρως συνεκθέσεως τῶν x, ψ . Ὅπως ἔχη γῶραν τὴ τοιοῦτον, αἱ ποσότητες Π, K , πρέπει νὰ συνδέωνται ἀλλήλαις σχέσει τινὶ ἣν ἐφεξῆς ἐξιχνεύσομεν.

Ἐστω, Φ συνέκθεσις τις τῶν x, ψ . Τὸ διαφορικὸν αὐτῆς πλήρες, ἢτοι ἡ ἀξίησις ἣν Φ λαμβάνει συνεπεία τῶν ταυτοχρόνων ἀξίησεων δx καὶ $\delta\psi$ τῶν x καὶ ψ , ἔσεται [κατὰ ἀρθ. Ε'. Μέρ. Α'],

$$\delta\Phi = \frac{\delta\Phi}{\delta x} \delta x + \frac{\delta\Phi}{\delta\psi} \delta\psi.$$

$\frac{\delta\Phi}{\delta x}$ καὶ $\frac{\delta\Phi}{\delta\psi}$ δηλούντων ἀμοιβαίως τοὺς μερικοὺς διαφορικοὺς συντελεστὰς τῆς συνεκθέσεως Φ πρὸς x καὶ πρὸς ψ ,

Ἄρα, ὅπως ἡ ἢ προτεθεῖσα συνέκθεσις $\Pi\delta x + K\delta\psi$, τὸ ἐξαγόμενον τῆς διαφορίσεως συνεκθέσεως οἰαςδήποτε Φ , ἀπαιτεῖται

$$\Pi = \frac{\delta\Phi}{\delta x}, \quad K = \frac{\delta\Phi}{\delta\psi}.$$

Ἀλλὰ, κατὰ § 86, $\frac{\delta^2\Phi}{\delta x \delta\psi} = \frac{\delta^2\Phi}{\delta\psi \delta x}$. Ἄρα, πρέπει νὰ ἔχωμεν ἐπίσης

$$\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} = \frac{\delta K}{\delta x}.$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἐμφαίνει τὴν σχέσιν ἣτις πρέπει νὰ συνδέη πρὸς ἀλλήλας τὰς συνεκθέσεις Π, K , ὅπως $\Pi\delta x + K\delta\psi$ ἢ τὸ διαφορικὸν συνεκθέσεώς τινος τῶν x, ψ .

403. Ἐὰν θεωρήσωμεν τὴν συνέκθεσιν $\Pi\delta x + K\delta\psi + P\delta\omega$, ἐν ἧ Π, K, P , δηλοῦσι συνεκθέσεις οἰαςδήποτε περιεκτικὰς x, ψ, ω , παρατηρητέον ὅτι, διὰ πᾶσαν συνέκθεσιν Φ τῶν x, ψ, ω , ἔχομεν

$$\delta\Phi = \frac{\delta\Phi}{\delta x} \delta x + \frac{\delta\Phi}{\delta\psi} \delta\psi + \frac{\delta\Phi}{\delta\omega} \delta\omega.$$

Ἀλλὰ

$$\frac{\delta^2\Phi}{\delta x \delta\psi} = \frac{\delta^2\Phi}{\delta\psi \delta x}, \quad \frac{\delta^2\Phi}{\delta x \delta\omega} = \frac{\delta^2\Phi}{\delta\omega \delta x}, \quad \frac{\delta^2\Phi}{\delta\psi \delta\omega} = \frac{\delta^2\Phi}{\delta\omega \delta\psi}.$$

Ἄρα, ἡ προτεθεῖσα συνέκθεσις ἀδύνατον εἶναι τὸ διαφορικὸν συνεκθέσεως περιεχούσης x, ψ, ω , ἢ ὅταν Π, K, P , ἐπαληθεύωσι τὰς σχέσεις

$$\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} = \frac{\delta K}{\delta x}, \quad \frac{\delta\Pi}{\delta\omega} = \frac{\delta P}{\delta x}, \quad \frac{\delta K}{\delta\omega} = \frac{\delta P}{\delta\psi}.$$

Καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς, προκειμένου λόγου περὶ συνεκθέσεων διαφορικῶν περιεκτικῶν πλειόνων μεταβλητῶν.

404. Ὅταν αἱ προτιθέμεναι συνεκθέσεις διαφορικαὶ ἐκπληρῶσι τὰς ἀνωτέρω δειχθείσας ιδιότητας τῶν ἐντελῶν διαφορικῶν, τὸ ὀλοκληρωτικὸν αὐτῶν λαμβάνομεν ὡς ἐξῆς.

$$\Phi = \int \delta x \left(\frac{\psi}{x^2 + \psi^2} + \frac{1}{x} \right) + \Psi,$$

δίδει δὲ

$$\Phi = \text{τόξ ἐφ} \frac{x}{\psi} + \lambda x + \Psi.$$

Ἐξ αὐτοῦ πορίζομεθα

$$\frac{\delta \Phi}{\delta \psi} = - \frac{x}{x^2 + \psi^2} + \frac{\delta \Psi}{\delta \psi}.$$

Συγκρίνοντας τῷ προτεθέντι διαφορικῷ, συνάγομεν:

$$\frac{x^2 + x\psi + \psi^2}{(x^2 + \psi^2)\psi} = - \frac{x}{x^2 + \psi^2} + \frac{\delta \Psi}{\delta \psi},$$

ἔθεν

$$\frac{\delta \Psi}{\delta \psi} = - \frac{1}{\psi}, \quad \text{Ἐπομένως} \quad \Psi = A - \lambda \psi.$$

Ἄρα, τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$\Phi = \text{τόξ ἐφ} \frac{x}{\psi} + \lambda \frac{x}{\psi} + A.$$

408. Αἱ αὐταὶ θεωρίαι ἐφαρμόζονται καὶ ἐπὶ διαφορικῶν περιεχόντων τρεῖς ἢ πλείονας μεταβλητάς. Ἐστω τὸ

$$\delta \Phi = \Pi \delta x + K \delta \psi + P \delta \omega,$$

ἐκπληροῦν τὰς κατὰ § 403 ἀπαιτούμενας ιδιότητες ὅπως ἦ ὀλοκληρώσιμον. Τὸ ὀλοκληρωτικὸν Φ ἔσεται ἀναγκαιῶς ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\Phi = \int \Pi \delta x + \Psi,$$

Ψ δηλοῦντος ἐνταῦθα συνέκθεσιν περιεκτικὴν τῶν μόνων μεταβλητῶν ψ καὶ ω. Ἡ ἐξίσωσις αὕτη δίδει ὡς ἀνωτέρω,

$$\frac{\delta \Phi}{\delta \psi} = \int \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} \delta x + \frac{\delta \Psi}{\delta \psi},$$

ποσότητις ἣτις πρέπει νὰ ἰσοῦται K. Ἄρα,

$$\frac{\delta \Psi}{\delta \psi} = K - \int \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} \delta x, \quad \text{καὶ} \quad \Psi = \int \delta \psi \left(K - \int \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} \delta x \right) + \Omega$$

Ω δηλοῦντος συνέκθεσιν τῆς μεταβλητῆς ω μόνης. Οὕτως ἔχομεν

$$\Phi = \int \Pi \delta x + \int \delta \psi \left(K - \int \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} \delta x \right) + \Omega,$$

καὶ ἐπομένως

$$\frac{\delta \Phi}{\delta \omega} = \int \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} \delta x + \int \delta \psi \left(\frac{\delta K}{\delta \omega} - \int \frac{\delta^2 \Pi}{\delta \psi \delta \omega} \delta x \right) + \frac{\delta \Omega}{\delta \omega}.$$

Ἐπειδὴ ἡ τελευταία αὕτη ποσότης πρέπει νὰ ᾖ ἴση P, ἡ συνέκθεσις Ω ὀρίζεται ἐκ τῆς ἐξίσωσις

$$\frac{\delta \Omega}{\delta \omega} = P - \int \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} \delta x - \int \delta \psi \left(\frac{\delta K}{\delta \omega} - \int \frac{\delta^2 \Pi}{\delta \psi \delta \omega} \delta x \right),$$

διδοῦσης

$$\Omega = A + \int \delta \omega \left[P - \int \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} \delta x - \int \delta \psi \left(\frac{\delta K}{\delta \omega} - \int \frac{\delta^2 \Pi}{\delta \psi \delta \omega} \delta x \right) \right].$$

Ἄρα, τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$\Phi = A + \int \Pi \delta x + \int \delta \psi \left(K - \int \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} \delta x \right) + \int \delta \omega \left[P - \int \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} \delta x - \int \delta \psi \left(\frac{\delta K}{\delta \omega} - \int \frac{\delta^2 \Pi}{\delta \psi \delta \omega} \delta x \right) \right].$$

409. Βεβαιούμεθα καὶ αὖθις, ὅτι ἡ μέθοδος αὕτη ὑποθέτει τὴν ὑπαρξίν τῶν ἐν § 403 δηλωθεισῶν σχέσεων. Τῶ ὄντι, ὅπως ἦ συνέκθεσις τῆς ω μόνης ἢ ἔκθεσις

$$P - \int \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} \delta x - \int \delta \psi \left(\frac{\delta K}{\delta \omega} - \int \frac{\delta^2 \Pi}{\delta \psi \delta \omega} \delta x \right),$$

πρέπει τὰ διαφορικὰ αὐτῆς, κατὰ x καὶ κατὰ ψ μορφοῦμενα, νὰ ᾖσιν ἴσα μηδενί. Ἄρα

$$\frac{\delta P}{\delta x} - \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} - \int \delta \psi \left(\frac{\delta^2 K}{\delta \omega \delta x} - \frac{\delta^2 \Pi}{\delta \psi \delta \omega} \right) = 0,$$

$$\frac{\delta P}{\delta \psi} - \int \frac{\delta^2 \Pi}{\delta \omega \delta \psi} \delta x - \frac{\delta K}{\delta \omega} + \int \frac{\delta^2 \Pi}{\delta \psi \delta \omega} = 0,$$

Αι εξισώσεις αὗται ὑπάρξωσιν εἰ, ὡς ἐν τῷ ῥηθέντι χωρῶ, ἔχομεν·

$$\frac{\delta P}{\delta x} - \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} = 0, \quad \frac{\delta K}{\delta x} - \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} = 0, \quad \frac{\delta P}{\delta \psi} - \frac{\delta K}{\delta \omega} = 0,$$

410. Προκείσθω, π. χ., τὸ διαφορικὸν

$$\delta \Phi = - \frac{2x(\psi^2 - \omega^2)}{(x^2 + \psi^2)(x^2 + \omega^2)} \delta x + \frac{2\psi}{x^2 + \psi^2} \delta \psi - \frac{2\omega}{x^2 + \omega^2} \delta \omega,$$

ἐκπληροῦν τὰς συνθήκας πρὸς ὀλοκλήρωσιν ἀπαιτουμένας· διότι

$$\frac{\delta \Pi}{\delta \psi} = \frac{\delta K}{\delta x} = \frac{4x\psi}{(x^2 + \psi^2)^2}, \quad \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} = \frac{\delta P}{\delta x} = \frac{4x\omega}{(x^2 + \omega^2)^2}, \quad \frac{\delta K}{\delta \omega} = \frac{\delta P}{\delta \psi} = 0,$$

Γράφομεν

$$\begin{aligned} \Phi &= - \int \delta x \frac{2x(\psi^2 - \omega^2)}{(x^2 + \psi^2)(x^2 + \omega^2)} + \Psi \\ &= \int \delta x \left(\frac{2x}{x^2 + \psi^2} - \frac{2x}{x^2 + \omega^2} \right) + \Psi, \end{aligned}$$

ἤτοι $\Phi = \lambda(x^2 + \psi^2) - \lambda(x^2 + \omega^2) + \Psi.$

Ἡ ἔκθεσις αὕτη δίδει

$$\frac{\delta \Phi}{\delta \psi} = \frac{2\psi}{x^2 + \psi^2} + \frac{\delta \Psi}{\delta \psi}.$$

Συγκρίσει δὲ πρὸς τὴν προτεθειῶσαν συνέκθεσιν, βλέπομεν ὅτι

$\frac{\delta \Psi}{\delta \psi}$ ἰσοῦται μηδενί. Ἄρα, Ψ μόνην τὴν μεταβλητὴν ω δυνα-

τὸν νὰ περιέχη. Ἔχομεν οὕτω·

$$\frac{\delta \Phi}{\delta \omega} = - \frac{2\omega}{x^2 + \omega^2} + \frac{\delta \Psi}{\delta \omega}.$$

Συγκρίνοντες καὶ αὐτὴς πρὸς τὴν προτεθειῶσαν συνέκθεσιν, συνάγομεν ὅτι $\frac{\delta \Psi}{\delta \omega}$ εἶναι μηδέν. Ἄρα, τὸ ζητούμενον ὀλοκλήρωτικὸν εἶναι

$$\Phi = \lambda \frac{x^2 + \psi^2}{x^2 + \omega^2} + \Lambda.$$

411. Ἐστω προσέτι τὸ διαφορικὸν

$$\begin{aligned} \delta \Phi &= - \frac{x^2 - \psi^2 - \omega^2}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} \frac{\delta x}{x} + \frac{x^2 + (\psi - \omega)^2}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} \frac{\delta \psi}{\omega} \\ &\quad + \frac{x^2 + \psi^2 - \omega^2}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} \frac{\delta \omega}{\omega} - \frac{\psi \delta \omega}{\omega^2} + \frac{\delta \omega}{\omega^3}, \end{aligned}$$

ἐκπληροῦν τοὺς πρὸς ὀλοκλήρωσιν ἀπαιτουμένους ὄρους· διότι

$$\begin{aligned} \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} = \frac{\delta K}{\delta x} &= \frac{4x\psi}{(x^2 + \psi^2 + \omega^2)^2}, \quad \frac{\delta \Pi}{\delta \omega} = \frac{\delta P}{\delta x} = \frac{4x\omega}{(x^2 + \psi^2 + \omega^2)^2} \\ \frac{\delta K}{\delta \omega} = \frac{\delta P}{\delta \psi} &= \frac{4\psi\omega}{(x^2 + \psi^2 + \omega^2)^2} - \frac{1}{\omega^3}. \end{aligned}$$

Κατὰ τὴν προτεθειῶσαν μέθοδον, θέτομεν

$$\Phi = - \int \delta x \frac{x^2 - \psi^2 - \omega^2}{(x^2 + \psi^2 + \omega^2)x} + \Psi,$$

$$\lambda \Phi = \int \delta x \left(\frac{1}{x} - \frac{2x}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} \right) + \Psi,$$

ἐπομένως λαμβάνομεν

$$\Phi = \lambda x - \lambda(x^2 + \psi^2 + \omega^2) + \Psi.$$

Ἐντεῦθεν συνάγομεν·

$$\frac{\delta\Phi}{\delta\psi} = -\frac{2\psi}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} + \frac{\delta\Psi}{\delta\psi}$$

ἐκ δὲ τῆς συγκρίσεως πρὸς τὸ προτεθὲν διαφορικόν,

$$\frac{x^2 + (\psi - \omega)^2}{(x^2 + \psi^2 + \omega^2)\omega} = -\frac{2\psi}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} + \frac{\delta\Psi}{\delta\psi},$$

ὅθεν $\frac{\delta\Psi}{\delta\psi} = \frac{1}{\omega}$, καὶ ἐπομένως $\Psi = \frac{\psi}{\omega} + \Omega$

Ἄρα, ἔχομεν ἤδη

$$\Phi = \lambda x - \lambda(x^2 + \psi^2 + \omega^2) + \frac{\psi}{\omega} + \Omega.$$

Λοιπὸν, $\frac{\delta\Phi}{\delta\omega} = -\frac{2\omega}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} - \frac{\psi}{\omega^2} + \frac{\delta\Omega}{\delta\omega}$.

Συγκρίσει δὲ πρὸς τὸ προτεθὲν διαφορικόν.

$$\frac{x^2 + \psi^2 - \omega^2}{(x^2 + \psi^2 + \omega^2)\omega} - \frac{\psi}{\omega^2} + \frac{1}{\omega^3} = -\frac{2\omega}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} - \frac{\psi}{\omega^2} + \frac{\delta\Omega}{\delta\omega},$$

ὅθεν $\frac{\delta\Omega}{\delta\omega} = \frac{1}{\omega} + \frac{1}{\omega^3}$, καὶ ἐπομένως $\Omega = \lambda\omega - \frac{1}{2\omega^2} + \Lambda$.

Τέλος, τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$\Phi = \lambda \frac{x\omega}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} + \frac{\psi}{\omega} - \frac{1}{2\omega^2} + \Lambda.$$

412. Παρατηρητέον ὅτι, εἰς τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον καταντῶμεν ἀφοίως δὴποτε μεταβλητῆς ἀρχίσωμεν τὴν ὀλοκλήρωσιν. Π. χ., ἐὰν ἀρχίσωμεν τὴν τοῦ προηγουμένου παραδείγματος ὀλοκλήρωσιν ἀπὸ τῆς μεταβλητῆς ω , γραπτέον·

$$\Phi = \int \delta\omega \left(\frac{x^2 + \psi^2 - \omega^2}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} - \frac{\psi}{\omega^2} + \frac{1}{\omega^3} \right) + X,$$

X δηλοῦντος συνέθεσιν περιεκτικὴν x καὶ ψ μόνων. Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἀγεται εἰς

$$\Phi = \int \delta\omega \left(-\frac{2\omega}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} + \frac{1}{\omega} - \frac{\psi}{\omega^2} + \frac{1}{\omega^3} \right) + X,$$

$$= -\lambda(x^2 + \psi^2 + \omega^2) + \lambda\omega + \frac{\psi}{\omega} - \frac{1}{2\omega^2} + X,$$

ὅθεν $\frac{\delta\Phi}{\delta x} = -\frac{2x}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} + \frac{\delta X}{\delta x}$.

Συγκρίνοντες πρὸς τὴν προτεθεῖσαν συνέθεσιν, ἔχομεν

$$-\frac{x^2 - \psi^2 - \omega^2}{(x^2 + \psi^2 + \omega^2)x} = -\frac{2x}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} + \frac{\delta X}{\delta x},$$

ἥτοι $\frac{\delta X}{\delta x} = \frac{1}{x}$, καὶ $X = \lambda x + \Psi$,

Ψ δηλοῦντος συνέθεσιν τῆς ψ μόνης. Λοιπὸν, ἔχομεν ἤδη·

$$\Phi = -\lambda(x^2 + \psi^2 + \omega^2) + \lambda\omega + \frac{\psi}{\omega} - \frac{1}{2\omega^2} + \lambda x + \Psi,$$

ὅθεν $\frac{\delta\Phi}{\delta\psi} = -\frac{2\psi}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} + \frac{1}{\omega} + \frac{\delta\Psi}{\delta\psi}$.

Ἐκ τῆς συγκρίσεως τῆς προτεθείσης συνεθέσεως, συνάγομεν ὅτι $\frac{\delta\Psi}{\delta\psi}$ εἶναι μηδέν· ἥτοι ὅτι ἡ συνέθεσις Ψ εἶναι ἀτρέπτος.

Ἄρα, ἡ τιμὴ πλήρης τοῦ ζητουμένου ὀλοκληρωτικοῦ εἶναι

$$\Phi = \lambda \frac{x\omega}{x^2 + \psi^2 + \omega^2} + \frac{\psi}{\omega} - \frac{1}{2\omega^2} + \Lambda.$$

413. Προσθέσομεν ὑποδείγματα τινὰ πρὸς ἄσκησιν.

$$1) \int \left[\frac{\delta x}{x} + \frac{\psi^2 \delta x}{x^3} - \frac{\psi \delta \psi}{x^2} + \frac{(\psi \delta x - x \delta \psi) \sqrt{x^2 + \psi^2}}{x^3} + \frac{\delta \psi}{2\psi} \right]$$

$$= \lambda x - \frac{\psi^2}{2x^2} - \frac{\psi \sqrt{x^2 + \psi^2}}{2x^2} + \frac{1}{2} \lambda \left(\frac{-\psi^2 + \psi \sqrt{x^2 + \psi^2}}{x} \right) + \Lambda.$$

$$2) \int [(3x\psi - \psi^3)\delta x + (3x^2 - 2x\psi)\delta\psi] = 3x^2\psi - \psi^3x + A.$$

$$3) \int [(2\psi^2x + 3\psi^3)\delta x + (2x^2\psi + 9x\psi^2 + 8\psi^3)\delta\psi] = \psi^2x^2 + 3\psi^3x + 2\psi^4 + A.$$

$$4) \int \left[\frac{\delta x}{\sqrt{x^2 + \psi^2}} + \frac{\delta\psi}{\psi} \left(1 - \frac{x}{\sqrt{x^2 + \psi^2}} \right) \right] = \lambda(x + \sqrt{x^2 + \psi^2}) + A.$$

414. Όταν το δεύτερον μέλος τῆς ἐξισώσεως

$$\delta\Phi = P\delta x + K\delta\psi,$$

ᾗναι διαφορικὸν ἀκριβές, Φ εἶναι συνέκθεσις τις δύο μεταβλητῶν ἀνεξαρτήτων x, ψ . Ἐν τῇ Γεωμετρίᾳ ἡ συνέκθεσις αὕτη θεωρεῖται ὡς ἡ τεταγμένη ἐπιφανείας λογιζομένη καὶ οὕτως τῷ ἐπιπέδῳ ἐφ' οὗ λογιζονται αἱ τετμημένα x καὶ ψ . Ἀλλὰ δὲν συμβαίνει τὸ αὐτὸ ὅταν ἡ διαφορικὴ συνέκθεσις $P\delta x + K\delta\psi$ δὲν ἐκπληροῖ τοὺς ὅρους τῆς ὀλοκληρωσιμότητος. Ἡ περὶ ἧς πρόκειται ἐξίσωσις οὐδεμίαν ἔχει τότε σημασίαν· διότι ἀδύνατον νὰ θεωρηθῇ ὡς παραχρθεῖσα ἕκ τινος σχέσεως ἀναλυτικῆς ὑπαρχούσης μεταξὺ τῶν τριῶν ποσοτήτων Φ, x, ψ . Δὲν δυνάμεθα δοῦναι αὐτῇ σημασίαν, ἢ συνιστῶντες σχέσιν τινὰ τῶν μεταβλητῶν x, ψ , πρὸς ἀλλήλας, αἵτινες οὐκ ἔσονται πλέον τότε ἀμφότεραι ἀνεξάρτητοι. Ἄρα, καθιστῶντες $\psi = \Omega(x)$, Ω δηλοῦντος συνέκθεσιν ὅπως κατὰ βούλησιν, ἡ τεθεῖσα ἐξίσωσις ἔξει τὴν μορφήν

$$\delta\Phi = M\delta x.$$

M οὔσης συνεκθέσεως τῆς x μόνης, ἡ αὕτη ἔσεται περιεκτικὴ τῆς κατὰ βούλησιν συνεκθέσεως $\Omega(x)$ καὶ τοῦ διαφορικοῦ αὐτῆς συντελεστοῦ τῆς πρώτης τάξεως. Ἡ ἐξίσωσις $\delta\Phi = M\delta x$ αἰετοτε ὀλοκληροῦται. Ἡ συνέκθεσις Φ , τῇ ὀλοκληρώσει μορφουμένη, ἐμφαίνει τὴν τεταγμένην καμπύλης ἧς ἡ προβολὴ ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου τῶν $x\psi$ δηλοῦται ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως $\psi = \Omega(x)$. σαφές δὲ ἄτι, ἔνεκα τοῦ ἀορίστου τῆς συνεκθέσεως Ω , ἀπειρία καμπυλῶν διαφορῶν ὑπάρξει αἷς ἡ τεταγμένη Φ δύναται ἀνήκειν.

ΙΑ΄ ΠΕΡΙ ΕΙΣΩΣΕΩΝ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΤΗΣ ΠΡΩΤΗΣ ΤΑΞΕΩΣ ΠΕΡΙΕΚΤΙΚΩΝ ΑΥΤΟ ΜΕΤΑΒΛΗΤΩΝ.

415. Ὀνομάζουσιν οὕτως ἐν γένει πᾶσαν ἐξίσωσιν μορφήν ἔχουσαν τοιαύτην

$$\Sigma \left(x, \psi, \frac{\delta\psi}{\delta x} \right) = 0,$$

ἐν ᾗ, x θεωρεῖται ὡς μεταβλητὴ ἀνεξάρτητος· ψ ὡς συνέκθεσις μεταβλητῆ ἧς ἡ τιμὴ ἐξαρτᾶται ἀπὸ τῆς τιμῆς τῆς x . $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ εἶναι ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς τῆς πρώτης τάξεως τῆς ψ πρὸς x μορφωθεῖς, ἦτοι ὁ λόγος τῶν ταυτοχρόνων αὐξήσεων τῶν μεταβλητῶν x, ψ . Πρόκειται συλλαβεῖν ἰδέαν τῆς σχέσεως ἣν τοιαύτη ἐξίσωσις τίθησι μεταξὺ τῶν δύο μεταβλητῶν τούτων.

Πρὸς τοῦτο, παρατηρητέον ὅτι δυνατόν αἰετοτε ὑποτιθέναι τὴν προτεθεῖσαν ἐξίσωσιν ἠγμένην ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \Phi(x, \psi),$$

Φ δηλοῦντος συνέκθεσιν ἐπιδεκτικὴν ἐν γένει μιᾶς ἢ πλειόνων τιμῶν διακεκριμένων. Τεθεῖσθω ἡ πρώτη περίπτωσις. Πρὸς σαφήνειαν δὲ τῶν ἰδεῶν, θεωρήσωμεν x ὡς τετμημένην καὶ ψ ὡς τὴν σύστοιχον τεταγμένην· οὕτως ἡ τεθεῖσα ἐξίσωσις ἐμφαίνει τὸ σχῆμα καμπύλης ἐπιπέδου. Ἐὰν δώσωμεν ταῖς x, ψ , δύο τιμὰς x_0, ψ_0 , τὰς τυχούσας, ἐκ τῆς προηγουμένης ἐξισώσεως ὀρισθῆσεται μία τιμὴ τοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, δι' ἧς

δυνατὸν ἔσεται γνωσθῆναι ὅποια ἡ μικροτάτη μεταβολὴ τῆς ψ , ἀπὸ τῆς τιμῆς ψ_0 , ὅταν x αὐξήσῃ ἢ μειωθῇ κατὰ μικροτάτην ποσότητα ἀπὸ τῆς τιμῆς x_0 . Τῷ ὄντι, Δx δηλοῦσης ἐλάχιστην τινα αὐξήσιν τῆς x , ἔχομεν ἐπαισθητῶς

$$\Delta\psi = \frac{\delta\psi}{\delta x} \Delta x. \text{ Ἐἴτα, διδομένων ταῖς } x, \psi, \text{ ἐν τῇ προηγου-}$$

μέγρη εξισώσει τῶν τιμῶν $x_0 + \Delta x$ καὶ $\psi_0 + \frac{\delta\psi}{\delta x} \Delta x$,

ἐκ τῆς αὐτῆς ὀρισθῆσεται νέα τιμὴ τῷ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, ἧς δυνάμεθα

ποιῆσαι χρῆσιν ὡς ἀνωτέρω. Ἐν ἐκάστη ἐργασίᾳ ἐννοεῖται ὅτι ἀείποτε παραλείπομεν τὰ δευτέρας τάξεως ποσὰ σχετικῶς πρὸς Δx . Ἐργαζόμενοι τοιοῦτοτρόπως, δῆλον ὅτι κατασκευάζομεν καμπύλην προσεγγίζουσαν ἀπεριορίστως τῇ προτεθείσῃ καμπύλῃ καθ' ὅσον αἱ ἀξίσεις Δx λάβωσι τιμὰς μᾶλλον καὶ μᾶλλον μικράς. Ἄρα, ἡ προτεθείσα ἐξίσωσις θεωρητέα ἐστὶν ὡς ὀρίζουσα τὴν μορφήν καμπύλης, ἧς κατὰ βούλησιν λαμβάνομεν ἓν σημεῖον οἰονδήποτε. Ἡ γενικὴ ἐκθεσις τῆς ψ , ἐκ τῶν προηγουμένων λογισμῶν προκύπτουσα, εἶναι

$$\psi = \psi_0 + \Phi(x_0, \psi_0) \Delta x + \Phi[x_0 + \Delta x, \psi_0 + \Phi(x_0, \psi_0) \Delta x] \Delta x + \dots$$

τοῦ ἀριθμοῦ τῶν λεπτέων ὄρων ἐξαρτωμένου ἀπὸ τῆς τιμῆς τῆς x ἣν θεωροῦμεν.

Κατὰ τὴν κατ' ἀρέσκειαν θέσιν ἣν ὀρίσομεν τῷ πρώτῳ σημείῳ τῶν διὰ τῆς προηγουμένης ἐξισώσεως κατασκευαζομένων καμπυλῶν, οὐχὶ μόνον ἡ θέσις, ἀλλ' ἐν γένει καὶ ἡ μορφή τῶν καμπυλῶν τούτων ἔσονται διάφοροι. Οὐχ ἦττον ὅμως ἅπασαι ἔξουσι χαρακτῆρα κοινόν, οὗτινος ἡ φύσις ἐμφαίνεται ὑπὸ τῆς προτεθείσης διαφορικῆς ἐξισώσεως. Οὕτω, κυρίως εἰπεῖν, ἡ διαφορικὴ αὕτη ἐξίσωσις ἐμφαίνει ἰδιώμα κοινόν ἀπείρῳ ἀριθμῷ καμπυλῶν, ἃς δυνάμεθα φαντασθῆναι γεγραμμένας ἐφ' ἑνὸς ἐπιπέδου. Τὸ ἰδιώμα τοῦτο ὀρίζει τὴν κλίσιν τῆς ἐφαπτομένης κατὰ σημεῖον οἰονδήποτε, συνεκθέσει τῶν συντεταγμένων τοῦ σημείου τούτου· χορηγεῖ μέσον κατασκευῆς τῆς ὅλης καμπύλης, ἔταν ἓν οἰονδήποτε σημεῖον ταύτης ὀρισθῆ.

Παρατηρητέον δὲ ὅτι, ἡ ἐκλογὴ μιᾶς οἰονδήποτε τῶν εἰς ἀπείρον ἀριθμὸν καμπυλῶν αἷς ἀνήκει ἡ προτεθείσα διαφορικὴ ἐξίσωσις, ἐξαρτᾶται ἀπὸ μοναδικῆς κατὰ βούλησιν ποσότητος. Ἄρχει, π. χ., ὀρίσαι τὴν τῆς $\psi = 0$ συστοιχοῦσαν τιμὴν τῆς x .

Τῷ ὄντι, εὐρίσομεν ἀείποτε τὴν αὐτὴν καμπύλην, οἰονδήποτε εἶναι τὸ ληφθὲν σημεῖον αὐτῆς.

416. Θεωρήσω ἤδη ὅτι ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \Phi(x, \psi),$$

δίδει πλείονας τιμὰς διαφορούς διὰ τὸν διαφορικὸν συντελεστὴν $\frac{\delta\psi}{\delta x}$. Θεωρητέον ἰδίᾳ ἐκάστην τῶν τιμῶν τούτων, καὶ ἐφαρ-

μοστέον αὐτῇ τὰ ἐν τῷ προηγουμένῳ χωρίῳ ἐκτεθέντα. Ἐξάξομεν ὅτι, ἐν τῇ περὶ ἧς λόγος περιπτώσει, ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις ἀνήκει εἰς πλείονα συστήματα καμπυλῶν γεγραμμένων ἐφ' ἑνὸς ἐπιπέδου καὶ χιαζομένων κατὰ διευθύνσεις διαφορούς. Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἐμφαίνει ἰδιώματα κοινὰ ἅπασαις ταῖς καμπύλαις, εἰς ἀριθμὸν ἀπείρον, ἀνηκούσαις ἀμοιβαίως ἐκάστῳ τῶν συστημάτων τούτων· διὰ τῶν ἰδιωμάτων τούτων ὀρίζεται ἡ ἐφαπτομένη καθ' οἰονδήποτε σημεῖον τῶν καμπυλῶν, συνεκθέσει τῶν συντεταγμένων τοῦ σημείου τούτου. Ὡστε αἱ καμπύλαι αὗται εἰσὶ κατασκευαστέαι διὰ τῆς προτεθείσης ἐξισώσεως, ὅταν ἓν σημεῖον αὐτῶν δοθῆ.

417. Ἐκ τῶν προεκτεθέντων εὐκόλως λαμβάνομεν ἰδέαν τῆς ἀρχικῆς ἐξισώσεως ἢ τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ τῆς προτεθείσης ἐξισώσεως διαφορικῆς. Ἡ ἀρχικὴ αὕτη ἐξίσωσις, ὅπως ἔχη τὴν αὐτὴν γενικότητα ἣν καὶ ἡ διαφορικὴ, πρέπει ν' ἀρμόζῃ οἰονδήποτε ἐκ τῶν καμπυλῶν τῶν διὰ ταύτης κατασκευαζομένων. Ἄρα 1^{ον}· πρέπει νὰ περιέχη μίαν ἀτρέπτου κατὰ βούλησιν· ἦτοι διάφορον τῶν ἀτρέπτων ποσοτήτων αἵτινες ὑπάρχουσιν ἐν τῇ προτεθείσῃ ἐξισώσει διαφορικῇ καὶ περιέχονται ἐν τῇ ἀναλυτικῇ ἐκθέσει τοῦ ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως ταύτης δηλουμένου ἰδιώματος. Τὸ ἀόριστον τῆς περὶ ἧς λόγος ἀτρέπτου χρησιμεύει ὅπως τὸ ἐξαγόμενον, ἔχον ἅπασαν τὴν ἀναγκαίαν γενικότητα, ἐμφανῆ ἅπαν τὸ σύστημα τῶν καμπυλῶν αἷς ἡ προτεθείσα ἐξίσωσις ἀρμόζει. 2^{ον}· Ἡ αὕτη ἀρχικὴ ἐξίσωσις πρέπει νὰ ἐκπληροῖ τὴν προτεθείσαν διαφορικὴν

ἦτοι, αἱ τιμαὶ τῶν ψ , $\frac{\delta\psi}{\delta x}$, ἐκ τῆς ἀρχικῆς ἐξίσωσως καὶ ἐκ τῆς διαφορικῆς αὐτῆς ἐξαγόμεναι, φερόμεναι ἐν τῇ προτεθείσῃ νὰ καθιστῶσιν αὐτὴν ἰσομερῆ, ἢ τοῦλάχιστον, ἀπαλειφομένης τῆς κατ' ἀρέσκειαν ἀτρέπτου ἐκ τῆς ἀρχικῆς ἐξίσωσως συνδυαζομένης τῇ διαφορικῇ αὐτῆς, νὰ προκύπτῃ ἡ προτεθείσα.

418. Πᾶσα ἐξίσωσις ἐξ ὄρων πεπερασμένων συγκροτούμενη, ταυτοποιοῦσα ἐξίσωσιν τινὰ διαφορικὴν, καὶ περιέχουσα μίαν ἀτρέπτον κατ' ἀρέσκειαν, εἶναι τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν τῆς διαφορικῆς ταύτης ἐξίσωσως. Ἐκ τοῦ γενικοῦ ὀλοκληρωτικοῦ τούτου πορίζομεθα τὰ μερικὰ ὀλοκληρωτικὰ, δίδοντες τῇ κατ' ἀρέσκειαν ἀτρέπτῳ τιμὰς διαφόρους.

Εἰς πλείονας περιπτώσεις ὑπάρχουσιν ἐξίσωσις ἀρχικαὶ ταυτοποιοῦσαι μὲν ἐξίσωσιν τινὰ διαφορικὴν, μὴ περιέχουσαι δὲ ἀτρέπτον κατ' ἀρέσκειαν. Ἐνίοτε αἱ ἐξίσωσις αὗται εἰσὶν ὀλοκληρωτικὰ μερικὰ ἀφ' ὧν ἡ κατὰ βούλησιν ἀτρέπτος ἐξηλήφθη, ἕνεκα τιμῆς τινος δοθείσης αὐτῇ· ὡς, π. χ., συμβαίνει τὸ τοιοῦτον ὅταν αὕτη ὑποτεθῇ ἴση μηδενὶ ἢ ἀπειρος. Ἄλλοτε αἱ ἀρχικαὶ ἐξίσωσις περὶ ὧν λόγος κέκτηνται εἰδικὸν τινὰ χαρακτηρῆρα, καὶ πρέπει νὰ θεωρηθῶσιν ἰδιαιτέρως· αὗται συνιστῶσι τότε τὰς καλουμένας λύσεις μερικὰς. Ἐν τῷ δε τῷ ἄρθρῳ ἐνασχολούμεθα μόνον περὶ τὴν ἔρευναν τοῦ γενικοῦ ὀλοκληρωτικοῦ.

419. Προκείσθω ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις

$$x \frac{\delta\psi}{\delta x} - \psi + \epsilon = 0, \quad \text{δίδουσα} \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\psi - \epsilon}{x}.$$

Δῆλον ὅτι ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἀνήκει εἰς πᾶσαν γραμμὴν εὐθεῖαν διερχομένην τοῦ σημείου οὐτινος αἱ συντεταγμένα εἰσὶ $x = 0$, $\psi = \epsilon$. Τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$\psi - ax - \epsilon = 0.$$

Τῷ ὄντι, ἡ ἀρχικὴ αὕτη ἐξίσωσις ἐτυμοποιεῖ τὴν διαφορικὴν·

διότι αἱ ἐξ αὐτῆς λαμβανόμεναι τιμαὶ $\psi = ax + \epsilon$, $\frac{\delta\psi}{\delta x} = a$

ἀπακαθιστῶσιν ἰσομερῆ τὴν διαφορικὴν ταύτην ἐξίσωσιν πρόσθετι δὲ, περιέχει τὴν κατὰ βούλησιν ἀτρέπτον a μὴ περιεχομένην ἐν τῇ προτεθείσῃ. Τὰ μερικὰ ὀλοκληρωτικὰ, ἅτινα μορφοῦμεν τῇ μεταβολῇ τῆς ἀτρέπτου ταύτης, ἐμφαίνουσιν ἀπάσας τὰς εὐθείας γραμμὰς διαφόρως κεκλιμένας, αἵτινες τέμνονται ὑπ' ἀλλήλων ἐπὶ τοῦ ἄξονος τῶν ψ , ἐν ἀποστάσει ϵ ἀπὸ τῆς ἀρχῆς.

420. Ἐστω πρόσθετι ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} - a - 2x = 0, \quad \text{ἢ} \quad \delta\psi - (a + 2x)\delta x = 0,$$

ἧς ἡ ἀρχικὴ ἐξίσωσις εἶναι

$$\psi - ax - x^2 + \epsilon = 0.$$

ϵ οὔσης τῆς κατὰ βούλησιν ἀτρέπτου. Ἡ ἀρχικὴ αὕτη ἐξίσωσις ἐμφαίνει παραβολὴν ἧς ὁ ἄξων εἶναι παράλληλος τῇ γραμμῇ τῶν ψ , ἐν τῇ ἀποστάσει $-\frac{1}{2}a$ ἀπὸ ταύτης κείμενος. Ἡ καμπύλη συμπίπτει τῇ αὐτῇ γραμμῇ ἐν τῇ ἀποστάσει $-\epsilon$ ἀπὸ τῆς ἀρχῆς. Ὅπως λάβωμεν ἀπάσας τὰς καμπύλας αἷς ἡ προτεθείσα ἐξίσωσις διαφορικὴ ἀνήκει, ἀρκεῖ νὰ μεταβάλωμεν τὴν ἀτρέπτον ϵ ἐν τῇ ἀρχικῇ ἐξίσωσει, ἀπὸ $-\infty$ μέχρι $+\infty$, ἢ νὰ μεταφέρωμεν τὴν παραβολὴν παραλλήλως ταῖς ψ , τῆς θέσεως τοῦ ἄξονος αὐτῆς μενούσης ἀναλλοιώτου.

Ἡ προτεθείσα διαφορικὴ ἐξίσωσις ἄγει εἰς τὴν ἀρχικὴν $\psi - ax - x^2 + \epsilon = 0$, ἐν ἧ ϵ εἶναι ἡ κατὰ βούλησιν ἀτρέπτος. Δυνατὸν προταθεῖναι ἑτέραν ἐξίσωσιν διαφορικὴν, εἰς τὴν αὐτὴν ἄγουσαν ἐξίσωσιν ἀρχικὴν ἐν ἧ a εἴη ἡ κατὰ βούλησιν ἀτρέπτος. Ἡ διαφορικὴ αὕτη ἐξίσωσις μορφοῦται ἀμέσως, παρασκευαζομένης τῆς ἀρχικῆς ὅπως τῇ διαφορίσει ἀφανισθῇ ἡ ἀτρέπτος a ἦτοι ἐπιλυομένης αὐτῆς κατὰ τὴν ἀτρέπτον ταύτην. Οὕτως ἔχομεν

$$\frac{\psi - x^2 + \epsilon}{x} - a = 0.$$

Διαφορίζοντες και εξαλείφοντες τὸν κοινὸν παράγοντα $\frac{1}{x^2}$, λαμβάνομεν

$$\psi - x \frac{\delta\psi}{\delta x} + x^2 + \epsilon = 0.$$

Τὴν αὐτὴν ἐξίσωσιν διαφορικὴν εὐρίσκομεν μὴ ἐπιλύοντες τὴν ἀρχικὴν πρὸς a , ἀλλ' ἀπαλείφοντες τὴν ἀτρεπτον ταύτην τῷ συνδυασμῷ τῆς ἀρχικῆς ἐξισώσεως μετὰ τῆς ἐξ αὐτῆς παραγομένης τῆ διαφορίσει,

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} - a - 2x = 0.$$

Ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις ἦν τελευταῖον ἐλάβομεν, και ἀφ' ἧς ἡ ἀτρεπτος a ἠφανίσθη, ἀνήκει, ἐπίσης ὡς ἡ ἀρχικὴ ἐξίσωσις ἐν ἧ a θεωρεῖται ὡς κατὰ βούλησιν ἀτρεπτος, εἰς ἀπάσας τὰς παραβολὰς ὧν ὁ ἄξων παράλληλός ἐστι τῷ τῶν ψ , και τεμνούσας τὸν τελευταῖον τοῦτον ἐν τῇ ἀποστάσει $-\epsilon$ ἀπὸ τῆς ἀρχῆς τῶν συντεταγμένων.

Εἰ δὲ προὔτεινετο ἡ ἐξίσωσις $\psi - x \frac{\delta\psi}{\delta x} + x^2 + \epsilon = 0$,

ἀδύνατον ἤθελεν εἶσθαι μορφῶσαι ἐξ αὐτῆς ἀμέσως τὴν ἀρχικὴν ἐξίσωσιν ἐξ ἧς παρήχθη· διότι τὸ πρῶτον μέλος δὲν εἶναι διαφορικὸν ἀκριβὲς συνεκθέσεώς τινος τῶν μεταβλητῶν x, ψ . Τοιοῦτον ἀποκαθίσταται τῇ ἐν αὐτῷ ἐκ νέου εἰσαγωγῇ τοῦ

παραγόντος $\frac{1}{x^2}$

421. Προκεισθω ἤδη ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις

$$\left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 - a^2 = 0, \quad \text{ἐξ ἧς} \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \pm a.$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἀνήκει εἰς δύο συστήματα γραμμῶν εὐθειῶν σχηματιζουσῶν μετὰ τοῦ ἄξονος τῶν x γωνίας ὧν αἱ τριγωνομετρικαὶ ἐφαπτόμεναι εἰσὶν ἀμφοτέρως $+a$ και $-a$. Τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν αὐτῆς εἶναι

$$\psi^2 - a^2 x^2 - 2\epsilon\psi + C = 0_2$$

ἐξαγόμενον τοῦ ὑπ' ἀλλήλων πολυπλασιασμοῦ τῶν δύο ἐξισώσεων

$$\psi + ax - \epsilon = 0, \quad \psi - ax - \epsilon = 0,$$

ἀνηκουσῶν ἀμφοτέρως, ἕνεκα τῆς κατὰ βούλησιν ἀτρεπτου ϵ , μιᾶ οἰαδῆποτε τῶν εὐθειῶν τοῦ ἐτέρου τῶν συστημάτων. Τῷ ὄντι, διαφορίζοντες τὴν προηγουμένην ἐξίσωσιν, ἔχομεν

$$\psi \frac{\delta\psi}{\delta x} - a^2 x - \epsilon \frac{\delta\psi}{\delta x} = 0.$$

ἀπαλείφοντες δὲ ϵ ἐκ τῶν δύο ἐξισώσεων τούτων, εὐρίσκομεν τὴν προτεθεῖσαν.

422. Ἐν γένει, δοθείσης ἐξισώσεώς τινος ἀρχικῆς, ὡς

$$\Sigma(x, \psi, a, \epsilon, \gamma, \dots) = 0,$$

περιεχοῦσης τὰς δύο μεταβλητὰς x, ψ , και πλείονας ἀτρεπτους $a, \epsilon, \gamma, \dots$, ἡ ἐκ ταύτης ἀμέσως τῇ διαφορίσει παραγομένη

$$\frac{\delta\Sigma}{\delta x} + \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} \frac{\delta\psi}{\delta x} = 0, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta\Sigma}{\delta x} \delta x + \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} \delta\psi = 0,$$

ὑπάρχει συγχρόνως πρὸς τὴν ἀρχικὴν ἐξίσωσιν. Ἄρα, δυνάμεθα συνδυάσαι ὅτινι δῆποτε τρόπον τὰς περὶ ὧν ὁ λόγος δύο ἐξισώσεις. Πολλάκις ἡ διαφορίσει ἀφανίζει μίαν τῶν ἀτρεπτων $a, \epsilon, \gamma, \dots$; τοῦτο δὲ συμβαίνει ὅταν ἡ ἀτρεπτος αὕτη εὐρίσκηται εἰς ὅρον μὴ περιέχοντα x ἢ ψ . Δυνάμεθα ἀπαλεῖψαι τὴν τυχοῦσαν ἀτρεπτον εὐρίσκομένην εἰς ἀμφοτέρως τὰς ἐξισώσεις· ἢ προσέτι ἀπαλεῖψαι συνέκθεσιν τινὰ περιεκτικὴν x, ψ , εἰς τινὰς ὅρους εὐρίσκομένην. Τέλος, δυνατὸν ἀπαντες οἱ ὅροι τῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως νὰ πολυπλασιάζωνται ἐπὶ παράγοντά τινὰ εἰς x, ψ , ὅστις ἀφανισθῆσεται ἰσομένου μηδενὶ τοῦ ἀθροίσματος τῶν ὅρων τούτων. Οὕτω βλέπομεν ὅτι, ἐκ τῆς αὐτῆς ἐξισώσεως ἀρχικῆς παράγονται ἐν γένει διὰ διαφορῶν ἐργασιῶν πλείονες ἐξισώσεις διαφορικαὶ διαφέρουσαι ἀλλήλων· ἐπομένως ἐννοοῦμεν τὸ δύσκολον τοῦ προβλή-

ματος, εὑρεῖν τὸ ὀλοκληρωτικὸν ἐξίσωσιν διαφορικῆς προτεθείσης.

423. Ὡς παράδειγμα προτείνομεν τὴν ἀρχικὴν ἐξίσωσιν

$$\psi^3 - ax^5 + 6x^3 - \gamma = 0,$$

ἐξ ἧς παράγονται διαφοροτρόπως αἱ ἐξῆς διαφορικαὶ τῆς πρώτης τάξεως, ἐν ἐκάστη τῶν ὁποίων ἠφανίσθη μία τῶν ἀτρέπτων a, β, γ .

$$\psi^3 - \frac{3}{5} \psi^2 x \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{2}{5} 6x^3 - \gamma = 0.$$

$$\psi^3 - \psi^2 x \frac{\delta \psi}{\delta x} + \frac{2}{5} ax^5 - \gamma = 0.$$

$$3\psi^2 \frac{\delta \psi}{\delta x} - 5ax^4 + 36x^2 = 0.$$

424. Ἐκ τῆς ἐξίσωσεως, ἐμφαινούσης παραβολὴν,

$$\psi^2 = 2ax,$$

λαμβάνομεν, ἀπαλοιφῇ τῆς a ,

$$\psi \frac{\delta x}{\delta \psi} = 2x.$$

Ἦτοι, ἐν ἀπάσαις ταῖς παραβολαῖς, τὸν αὐτὸν ἄξονα καὶ τὴν αὐτὴν κορυφὴν ἔχουσας, ἡ ὑφαπτομένη διπλασιασθεῖσα ἐστὶ τῆς τετμημένης τοῦ σημείου τῆς ἐπαφῆς, οἰαδήποτε ἂν ἡ παράμετρος $2a$.

Ἡ ἐξίσωσις

$$\psi^2 = 2ax + 2a^2,$$

ἐμφαίνουσα σειρὰν παραβολῶν ἔχουσῶν τὸν αὐτὸν ἄξονα καὶ τὴν αὐτὴν ἐστίαν ἐν τῇ ἀρχῇ τῶν συντεταγμένων κειμένην, δίδει τῇ ἀπαλοιφῇ

$$\psi \left(\frac{\delta \psi}{\delta x} \right)^2 + 2x \frac{\delta \psi}{\delta x} - \psi = 0,$$

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = \frac{-x + \sqrt{x^2 + \psi^2}}{\psi},$$

ἢ ἐν

$$\eta \quad x + \psi \frac{\delta \psi}{\delta x} = \sqrt{x^2 + \psi^2},$$

Ἄρα, εὐκόλως συνάγομεν ὅτι, ἐν πάσῃ παραβολῇ, ἡ ἐστία ἐξίσου ἀπέχει τῶν σημείων καθ' ἃ ἡ ὑφαπτομένη καὶ ἡ κάθετος συμπιπτοῦσι τῷ ἄξονι, ὡς καὶ ἀπὸ τοῦ σημείου τῆς ἐπαφῆς.

ΙΕ'. ΠΕΡΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΕΩΣ ΕΙΣΩΣΕΩΝ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΤΗΣ ΠΡΩΤΗΣ ΤΑΞΕΩΣ, ΕΝ ΑΙΣ Ο ΔΙΑΦΟΡΙΚΟΣ ΣΥΝΤΕΛΕΣΤΗΣ ΥΠΑΡΧΕΙ ΠΡΩΤΟΒΑΘΜΙΟΣ.

425. Θεωρήσωμεν ἐξίσωσιν διαφορικὴν τῆς πρώτης τάξεως, ἐν ἧ ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς $\frac{\delta \psi}{\delta x}$ ὑπάρχει πρωτοβάθμιος μόνον, οὔσαν ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\Pi + K \frac{\delta \psi}{\delta x} = 0, \quad \eta \quad \Pi \delta x + K \delta \psi = 0.$$

Π καὶ K δηλούντων συνεχθεσίς οἷαςδήποτε τῶν x καὶ ψ .

Κατὰ πρῶτον δῆλον ὅτι, εἰ ἡ συνεχθεσίς $\Pi \delta x + K \delta \psi$ εἶναι διαφορικὸν ἀκριβὲς συνεχθεσῶς τινος τῶν x, ψ , ἦτοι εἰ ἐκπληροῖ τοὺς ἐν § 402 δηλωθέντας ὄρους, τὸ ὀλοκληρωτικὸν αὐτῆς μορφοῦται κατὰ τοὺς προαποδοθέντας κανόνας· τὸ αὐτὸ δὲ συμπληρούμενον ἀτρέπτῳ κατὰ βούλησιν καὶ ἰσούμενον μηδενί, ἔσεται τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικόν. Ἡ μερικὴ περίπτωσις αὕτη τότε μόνον παρουσιάζεται, ὅταν ἡ τεθείσα ἐξίσωσις διαφορικὴ ᾖ τὸ ἄμεσον ἐξαγόμενον τῆς διαφορίσεως τῆς ἀρχικῆς συνεχθεσεως, τεθείσης ὑπὸ μορφήν τοιαύτην, ὥστε ἡ κατὰ βούλησιν ἀτρέπτος, εὑρεθεῖσα ἐν ὄρω τινί ἀνευ x ἢ ψ , ἠφανίσθη διὰ μόνης τῆς διαφορίσεως.

426. Ἡ προτεθείσα ἐξίσωσις ὀλοκληροῦται ἀείποτε, ἢ τοῦλάχιστον ἡ ἔρευνα τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ ἄγεται εἰς τοὺς τετραγωνισμοὺς, ὅταν αἱ μεταβληταὶ ὧσι διακεκριμέναι· ἦτοι ὅταν ἡ ἐξίσωσις αὕτη τλήνται ὑπὸ τὴν μορφήν

$$X \delta x + Y \delta \psi = 0,$$

X και Ψ δηλούντων ἀμειβαίως συνεκθέσεις οἰαςδήποτε, ἢ μὲν τῆς x μόνης, ἢ δὲ τῆς ψ μόνης. Τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν, ἐν τῇ περιπτώσει ταύτῃ, εἶναι

$$\int X \delta x + \int \Psi \delta \psi + \Lambda = 0.$$

Φανερόν ὅτι αἱ μεταβληταὶ διακρίνονται ὅταν, ἐπιλυθείσης τῆς ἐξίσωσως πρὸς $\frac{\delta \psi}{\delta x}$, εὐρίσκωμεν

$$\frac{\delta \psi}{\delta x} = X \cdot \Psi.$$

Ἐπομένως, ἡ διάκρισις αὕτη ἐκτελεῖται ἀμέσως ἐν πάσῃ ἐξίσωσει συνισταμένη ἐκ δύο ὄρων μόνον. Ἐπονται ὑποδείγματα τινά.

1) Ἐστω ἡ ἐξίσωσις

$$(1 + x^2)\delta\psi - \sqrt{\psi} \cdot \delta x = 0.$$

Διαιροῦντες αὐτὴν διὰ $(1 + x^2)\sqrt{\psi}$, συνάγομεν

$$\frac{\delta\psi}{\sqrt{\psi}} = \frac{\delta x}{1 + x^2}.$$

Ἐπομένως μορφοῦμεν τὸ ὀλοκληρωτικὸν αὐτῆς

$$2\sqrt{\psi} - \text{λόγος } x + \Lambda = 0.$$

2) Ὡσαύτως εὐρίσκωμεν ὅτι, τὸ ὀλοκληρωτικὸν τῆς ἐξίσωσως

$$x^2\psi\delta x + (3\psi + 1)\delta\psi \cdot \sqrt{x^3} = 0,$$

ἀγομένης, τῇ διὰ $\psi\sqrt{x^3}$ διαιρέσει, ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{x^2}{\sqrt{x^3}} \delta x + \frac{3\psi + 1}{\psi} \delta\psi = 0,$$

εἶναι $\frac{2}{3}x^{\frac{3}{2}} + 3\psi + \lambda\psi + \Lambda = 0.$

3) Τὸ ὀλοκληρωτικὸν τῆς ἐξίσωσως

$$x\delta\psi + \psi\delta x = 0,$$

εἶναι $\lambda\psi = \Lambda.$

427. Ἡ διάκρισις τῶν μεταβλητῶν ἐκτελεῖται ἐνίοτε διὰ τινος μεταμορφώσεως ἐπὶ τῶν αὐτῶν. Τὸ μᾶλλον ἀξιόσημειωτον παράδειγμα εἶναι τὸ τῆς ἐξίσωσως,

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} + \Pi\psi + K = 0, \quad \text{ἢ} \quad \delta\psi + \Pi\psi\delta x + K\delta x = 0,$$

ἐν ᾗ Π καὶ K δηλοῦσι συνεκθέσεις τῆς x μόνης. Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ὀνομάζεται ἐξίσωσις γραμμικὴ τῆς πρώτης τάξεως, ἢ ἐξίσωσις τοῦ πρώτου βαθμοῦ καὶ τῆς πρώτης τάξεως, καθὼ περιέχουσα μόνον ἐν τῇ πρώτῃ δυνάμει τὴν συνέκθεσιν ψ καὶ τὸν διαφορικὸν αὐτῆς συντελεστὴν $\frac{\delta\psi}{\delta x}$. Καθιστῶμεν

$$\psi = X\tau, \quad \text{ὅθεν} \quad \delta\psi = \tau\delta X + X\delta\tau.$$

δηλοῦντες τῷ X συνέκθεσιν τινὰ τῆς x, καὶ τῷ τ νέαν τινὰ μεταβλητὴν. Ἀντισταθόντες τὰς τιμὰς ταύτας ἐν τῇ προτεθεισῇ ἐξίσωσει, λαμβάνομεν

$$\tau\delta X + X\delta\tau + \Pi X\tau\delta x + K\delta x = 0.$$

Τῆς συνέκθεσως X οὕσης ἀορίστου, δυνατὸν εἶναι αὐτὴν τῇ συνθήκῃ τοῦ ἀναλυθῆναι τὴν ἀνωτέρω ἐξίσωσιν εἰς τὰς ἐξῆς δύο·

$$\tau\delta X + K\delta x = 0, \quad \delta\tau + \Pi\tau\delta x = 0.$$

Ἐν τῇ δευτέρῃ αἱ μεταβληταὶ διακρίνονται ὅθεν ἔχομεν

$$\frac{\delta\tau}{\tau} = -\Pi\delta x, \quad \lambda\tau = -\int \Pi\delta x, \quad \tau = e^{-\int \Pi\delta x}.$$

Τῇ ἀντισταγωγῇ τῆς τιμῆς ταύτης τῆς τ ἐν τῇ πρώτῃ, λαμβάνομεν

$$\delta X = -\delta x \cdot K e^{\int \Pi\delta x}, \quad X = -\int \delta x \cdot K e^{\int \Pi\delta x} + \Lambda.$$

Τὰς τιμὰς ταύτας τῶν X καὶ τ καθιστῶντες ἐν τῇ ἐξίσωσει $\psi = X\tau$, λαμβάνομεν τέλος τὸ ὀλοκληρωτικὸν τῆς προτεθεισης ἐξίσωσως, ἐν ᾧ Λ ἐμφαίνει τὴν κατὰ βούλησιν ἀτρεπτότητα.

$$\psi = e^{-\int \Pi\delta x} \left(-\int \delta x \cdot K e^{\int \Pi\delta x} + \Lambda \right).$$

428. Διὰ τῆς αὐτῆς μεθόδου ὀλοκληροῦνται καὶ αἱ τὴν ἐξῆς μορφήν ἔχουσαι ἐξισώσεις·

$$\psi^{m-1} \delta\psi + P\psi^m \delta x + K\delta x = 0.$$

Π καὶ Κ δηλούντων πάντοτε συνεκθέσεις οἷαςδήποτε τῆς x.

Τῷ ὄντι, ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἀποκαθίσταται ὁμοία τῇ προηγουμένη τῇ ὑποθέσει $\psi^m = \tau$.

429. Ἐπίσης τρέπεται εἰς γραμμικὴν ἐξίσωσιν, ἡ ἐφεξῆς τῷ I. ΒΕΡΝΟΥΛΛΗ ἀποδιδομένη·

$$\delta\psi + X\psi\delta x = X_1\psi^{y+1}\delta x.$$

Θέτομεν

$$\tau = \psi^{-y}, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \psi = \tau^{-\frac{1}{y}}, \quad \text{καὶ} \quad \delta\psi = -\frac{1}{y}\tau^{-\frac{1}{y}-1}\delta\tau.$$

Λαμβάνομεν δὲ, ἀντεισάγοντες ἐν τῇ προτεθείσῃ καὶ ἀπλοποιῶντες

$$\delta\tau - yX\tau\delta x + yX_1\delta x = 0.$$

ἐξίσωσιν γραμμικὴν, ἥς τὸ ὀλοκληρωτικὸν, κατὰ τὸν προηγούμενον τύπον, εἶναι

$$\tau = e^{y\int X\delta x} \left(A - y\int X_1 e^{y\int X\delta x} \delta x \right) = \frac{1}{\psi^y}.$$

Ἐντεῦθεν πορίζομεθα ἀμέσως τὴν τιμὴν τῆς ψ .

430. Ἐστω προσέτι ἐξίσωσις, ὡς

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} + \Sigma \left(\frac{\psi}{x} \right) = 0.$$

Καθιστῶντες

$$\frac{\psi}{x} = \tau, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \psi = x\tau, \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \tau + x \frac{\delta\tau}{\delta x},$$

ἡ ἐξίσωσις αὕτη τρέπεται εἰς τὰς

$$\tau + x \frac{\delta\tau}{\delta x} + \Sigma(\tau) = 0, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta\tau}{\tau + \Sigma(\tau)} + \frac{\delta x}{x} = 0,$$

ἐν αἷς αἱ μεταβληταὶ εἰσι διακεκριμέναι.

431. Χάριν ἐφαρμογῆς προσθέσομεν προβλήματα τέσσα.

1ον. Καμπύλην εὐρεῖν ἥς ἡ ὄψαυτομένη εἰς πρὸς τὴν τεταγμένην ὡς γραμμὴ μόνιμος α εἶναι πρὸς τὴν τεταγμένην τῆς καμπύλης ταύτης ἐλαττωμένην κατὰ τὴν τεταγμένην εὐθείας κεκλιμένης κατὰ ἡμισίαν γωνίαν ὀρθὴν ἐπὶ τὸν ἀξόνα τῶν x.

Λαμβανομένης τῆς ἀρχῆς ἐν τῷ σημείῳ καθ' ἃ ἡ εὐθεῖα αὕτη συμπίπτει τῷ τῶν x ἀξόνι, ἡ ἐξίσωσις αὐτῆς ἔσεται $x = \psi$ τὴν δοθεῖσαν δὲ συνθήκην ἐμφαίνει ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = \frac{\psi - x}{a}, \quad \text{ἢ} \quad a \frac{\delta\psi}{\delta x} - \psi = -x.$$

Ἡ γραμμικὴ αὕτη ἐξίσωσις ὀλοκληρουμένη κατὰ τὴν προηγούμενην μέθοδον, δίδει

$$\psi = x + a + Ae^{\frac{x}{a}}.$$

Ἄ οὕσης ἀτρέπτου κατὰ βούλησιν.

Ἐὰν ἤδη λάβωμεν ὡς ἀξόνα τῶν x τὴν εὐθεῖαν δηλουμένην ὑπὸ τῆς ἐξισώσεως $\psi = x + a$, τοῦ ἀξονος τῶν ψ διατηροῦντος τὴν αὐτὴν διεύθυνσιν, ἔξομεν

$$\psi' = Ae^{\frac{x}{a}}, \quad x = \frac{x'}{\sqrt{2}}, \quad \text{ἐπομένως} \quad \psi' = Ae^{\frac{x'}{a\sqrt{2}}}.$$

Ἄρα, ἡ καμπύλη εἶναι λογαριθμικὴ ἥς αἱ τεταγμένα σχηματίζουσι μετὰ τοῦ ἀξονος γωνίαν ἴσην ἡμισείᾳ ὀρθῇ.

2ον. Καμπύλην εὐρεῖν ἐν παντὶ σημείῳ τῆς ὁποίας ἡ ὑποκάθετος ἰσοῦται τῷ δοθέντι μόνιμῳ μήκει α.

Ἄπ.
$$\psi^2 = 2ax + A.$$

3ον. Καμπύλην εὐρεῖν ἥς ἡ ὑποκάθετος εἰς δύναμις τις δοθεῖσα μ τῆς τεταγμένης.

Ἄπ.
$$\psi^2 = \frac{2}{\mu + 1} x^{\mu + 1} + A.$$

4^{ον}. Καμπύλην εὐρεῖν ἥς ἡ ὑφαπτομένη εἶη ἐν ἀρτίαις κεκοιτηθεῖ λόγῳ πρὸς τὴν τεταγμένην.

Ἀπ. $x\psi - \Lambda\psi = -\mu^2.$

5^{ον}. Καμπύλην εὐρεῖν ἥς ἡ κάθετος εἶη ἀμετάβλητος.

Ἀπ. $(x - \Lambda)^2 + \psi^2 = \alpha^2.$

6^{ον}. Καμπύλην εὐρεῖν ἥς ἡ ὑφαπτομένη εἶη μοιρμῶς ἴση α.

Ἀπ. $\psi = \Lambda c^{\frac{x}{\alpha}}.$

7^{ον}. Καμπύλην εὐρεῖν ἥς ἡ ἐφαπτομένη εἶη ἀμετάβλητος καὶ ἴση α.

Ἀπ. $x + \Lambda = -\sqrt{\alpha^2 - \psi^2} + \alpha \lambda \frac{\alpha + \sqrt{\alpha^2 - \psi^2}}{\psi}.$

Τὴν καμπύλην ταύτην ὀνομάζουσιν ἐλκομένην (tractrice).

Περὶ τοῦ παράγοντος δι' οὗ ἐξίσωσις τις ἀποκαθίσταται ὀλοκληρώσιμος.

432. Ἐξίσωσις τις διαφορικῆ, ὡς $\Pi dx + \text{K}d\psi = 0,$ ἵνα παρουσιάζηται ὑπὸ τὴν ἀκριβῆ διαφορικὴν μορφήν συνεκθέσεως τῶν δύο μεταβλητῶν $x, \psi,$ ἀπαιτεῖται, ἐν γένει, νὰ ᾔηται τὸ ἀμεσον ἐξαγόμενον τῆς διαφορίσεως τῆς ἀρχικῆς ἐξίσωσεως. Ἀλλὰ, καὶ τούτου ὑπάρχοντος, ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις δὲν παρουσιάζεται ἀείποτε ὑπὸ μορφήν διαφορικοῦ ἀκριβοῦς διότι ἐνίοτε ἡ διαφορίσις εἰσάγει παράγοντας κοινούς τοῖς διαφόροις ὅροις, οἵτινες ἀφανίζονται ἰσομένου τοῦ διαφορικοῦ τῷ μηδενί. * Π. χ., τὸ διαφορικὸν τοῦ πρώτου μέλους τῆς ἀρχικῆς ἐξίσωσεως

$\frac{\psi}{x} = \alpha,$ εἶναι $\frac{x d\psi - \psi dx}{x^2}$

Καθιστώντες δὲ αὐτὸ ἴσον τῷ μηδενί, ἔχομεν ἀπλῶς τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν

$x d\psi - \psi dx = 0,$

ἥς τὸ πρῶτον μέλος δὲν εἶναι διαφορικὸν ἀκριβές.

433. Ἄλλ' οἰαδήποτε ἡ ἡ καταγωγὴ ἐξίσωσέως τινος διαφορικῆς, δεικνύεται ὅτι, ὑπάρχει ἀείποτε εἰς παράγων μεταβλητὸς τοιοῦτος, ὥστε πολυπλασιαζομένης ἐπ' αὐτὸν τῆς ἐξίσωσεως, αὕτη ἀποκαθίσταται ὀλοκληρώσιμος.

Τῷ ὄντι, τεθείσθω ὅτι ἡ προτεθεῖσα διαφορικὴ ἐξίσωσις ἤχθη ὑπὸ τὴν μορφήν

$\frac{d\psi}{dx} + \frac{\Pi}{\text{K}} = 0.$

Τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν, ὅπερ ἔστω $\Sigma(x, \psi, \alpha) = 0,$ τῆς ἐξίσωσεως ταύτης ἔσεται περιεκτικὸν ἀτρέπτου τινος κατὰ βούλησιν α μὴ περιεχομένης ἐν τῇ διαφορικῇ ἐξίσωσει. Ὑποθέσωμεν ὅτι τὸ γενικὸν τοῦτο ὀλοκληρωτικὸν ἐπελύθη πρὸς α, καὶ ἤχθη ὑπὸ τὴν μορφήν

$\Phi(x, \psi) = \alpha,$ ἢ ἀπλούστερον $\Phi = \alpha.$

Διαφορίζομένης τῆς ἐξίσωσεως ταύτης, λαμβάνομεν τὴν ἐξῆς

$\frac{d\Phi}{dx} dx + \frac{d\Phi}{d\psi} d\psi = 0,$ ἢ $\frac{d\psi}{dx} + \frac{\frac{d\Phi}{dx}}{\frac{d\Phi}{d\psi}} = 0,$

ἀφ' ἧς ἡ ἀτρέπτος α ἠφανίσθη, καὶ ἥτις πρέπει νὰ ᾔηται ἰσομερῆς τῇ προτεθείσῃ διαφορικῇ. Ἄρα, οἰαδήποτε ἀν ὦσι $x, \psi,$ ἔχομεν

$\frac{d\psi}{dx} + \frac{\Pi}{\text{K}} = \frac{d\psi}{dx} + \frac{\frac{d\Phi}{dx}}{\frac{d\Phi}{d\psi}},$ ἢ $\left(\frac{d\psi}{dx} + \frac{\Pi}{\text{K}}\right) \frac{d\Phi}{d\psi} = \frac{d\Phi}{dx} + \frac{d\Phi}{d\psi} \frac{d\psi}{dx}.$

Τοῦ δευτέρου μέλους τῆς ἐξίσωσεως ταύτης ὄντος τοῦ δια-

φορικού πλήρους τῆς συνεκθέσεως Φ τῶν x, ψ , τοιοῦτον κατὰ συνέπειαν εἶναι καὶ τὸ πρῶτον. Ἄρα, πολυπλασιαζομένης τῆς

προτεθείσης ἐπὶ $\frac{\delta\Phi}{\delta\psi}$, τὸ πρῶτον αὐτῆς μέλος ἀποκαταστα-

θῆσεται διαφορικὸν ἀκριβές.

Λοιπὸν, ἐκ τῶν προηγουμένων ἐβεβαιώθημεν περὶ τῆς ὑπάρξεως παράγοντος ἐφ' ὃν πολυπλασιαζομένη ἢ προτεθείσα ἐξίσωσις ἀποκαθίσταται ἀμέσως ὀλοκληρώσιμος. Προσέτι, εἶδομεν τίνι τρόπῳ ὁ παράγων οὗτος συνδέεται τῷ πρώτῳ μέλει τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ τιθεμένου ὑπὸ τὴν μορφήν $\Phi = \alpha$, καὶ ὅτι ἤθελεν εἶσθαι γνωστὸς ἐὰν ἡ ἀρχικὴ ἐξίσωσις αὕτη ἦτο γνωστὴ.

434. Ἐστω, π. χ., ἡ ἀρχικὴ ἐξίσωσις

$$\psi^2 - 2a(x + \psi) = 0,$$

ἥτις διαφορίζομένη δίδει

$$\psi\delta\psi - a(\delta x + \delta\psi) = 0.$$

Ἀπαλειφομένης δὲ τῆς ἀτρέπτου a διὰ τῶν δύο τούτων ἐξισώσεων, προκύπτει ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις

$$(2x + \psi)\delta\psi - \psi\delta x = 0,$$

ἥτις δὲν ἐκπληροῖ τοὺς ὅρους τῆς ὀλοκληρωσιμότητος. Γράφομεν τὴν ἀρχικὴν ἐξίσωσιν ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{\psi^2}{2(x + \psi)} = \alpha,$$

καὶ μορφοῦμεν τὴν παραγομένην τοῦ πρώτου μέλους πρὸς ψ ,

$$\frac{\psi^2 + 2x\psi}{2(x + \psi)^2}.$$

Θέτομεν ἐπίσης τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} - \frac{\psi}{2x + \psi} = 0.$$

Πολυπλασιάζοντες δὲ ταύτην, συμφώνως τοῖς ἐν τῷ προη-

γουμένῳ χωρίῳ ἐκτεθεῖσι, ἐπὶ τὸν παράγοντα $\frac{(2x + \psi)\psi}{2(x + \psi)^2}$, εὐρίσκομεν

$$\frac{\psi^2 + 2x\psi}{2(x + \psi)^2} \frac{\delta\psi}{\delta x} - \frac{\psi^2}{2(x + \psi)^2} = 0.$$

ἥτοι,
$$\frac{(\psi^2 + 2x\psi)\delta\psi - \psi^2\delta x}{2(x + \psi)^2} = 0.$$

Δῆλον ὅτι ἡ ἐκθεσις αὕτη εἶναι τὸ διαφορικὸν πλήρες τῆς συνεκθέσεως $\frac{\psi^2}{2(x + \psi)}$. ἔπομένως ἐκ τῆς αὐτῆς πορίζομεθα ἀμέσως τὴν ἀρχικὴν ἐξίσωσιν.

435. Ἐκ τῆς ἐν § 433 ἐξισώσεως

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} + \frac{\Pi}{K} = \frac{\frac{\delta\Phi}{\delta x} + \frac{\delta\Phi}{\delta\psi} \frac{\delta\psi}{\delta x}}{\frac{\delta\Phi}{\delta\psi}},$$

εικάζομεν ὅτι, πλὴν τοῦ παράγοντος $\frac{\delta\Phi}{\delta\psi}$, ὑπάρχουσιν ἀπειροὶ τὸν ἀριθμὸν ἕτεροι ἔχοντες τὸ ἰδίωμα τοῦ ἀποκαθιστᾶναι τὴν συνέκθεσιν $\frac{\delta\psi}{\delta x} + \frac{\Pi}{K}$ διαφορικὸν ἀκριβές. Τῷ ὄντι, παρατηρήσωμεν ὅτι ἡ ποσότης

$$\sigma(\Phi) \left(\frac{\delta\Phi}{\delta x} + \frac{\delta\Phi}{\delta\psi} \frac{\delta\psi}{\delta x} \right),$$

εἶναι ἡ παραγομένη πλήρης συνεκθέσεώς τινος τῆς Φ , ἣν παραστήσωμεν τῇ $\Sigma(\Phi)$. Ἄρα, ἐὰν πολυπλασιάσωμεν τὸ πρῶτον μέλος τῆς προηγουμένης ἐξισώσεως ἐπὶ $\sigma(\Phi) \frac{\delta\Phi}{\delta\psi}$, αὐτὸ κατασταθῆσεται παραγομένη ἀκριβῆς συνεκθέσεώς τινος τῶν x, ψ . Ἡ συνέκθεσις αὕτη ἔσεται ἢ αὐτὴ ἢ

παρεστήσαμεν τῆ $\Sigma(\Phi)$. ὥστε τὸ ὀλοκληρωτικὸν θέλει εἶσθαι

$$\Sigma(\Phi) = A.$$

ἔθεν συνάγομεν ἀμέσως $\Phi = A.$

ἦτοι, τὸ ὀλοκληρωτικὸν τῆς προτεθείσης ἐξίσωσως. Λοιπὸν, ἅπαντες οἱ περιεχόμενοι πολυπλασιασταὶ ἐν τῇ ἐκθέσει

$\sigma(\Phi) \frac{\delta\Phi}{\delta\psi}$, ἐν ἧ σ ἐμφαίνει συνέκθεσιν τινὰ ὅπως κατὰ βού-

λησιν, ἀγούσιν ἀείποτε εἰς τὸ αὐτὸ τοῦτο ὀλοκληρωτικὸν. Οἱ παράγοντες οὗτοι δὲν διαφέρουσιν ἀλλήλων ἢ κατὰ τὸν παράγοντα $\sigma(\Phi)$, ὄντα μὲν συνέκθεσιν τῶν x, ψ , ἀλλ' ἀγόμενον εἰς τινὰ ἀτρεπτον κατὰ βούλησιν δυνάμει τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ $\Phi = A.$

436. Ἐν § 427 εὔρομεν ὅτι τὸ ὀλοκληρωτικὸν τῆς γραμμικῆς ἐξίσωσως $\delta\psi + \Pi\psi\delta x + K\delta x = 0,$

εἶναι
$$\psi = e^{-\int \Pi\delta x} \left(-\int \delta x \cdot K e^{\int \Pi\delta x} + A \right).$$

Κατὰ τὰ προεκτεθέντα, θετέον τὸ ὀλοκληρωτικὸν τοῦτο ὑπὸ τὴν μορφήν

$$A = \int \delta x \cdot K e^{\int \Pi\delta x} + \psi e^{\int \Pi\delta x} = \Phi.$$

Ὁ παράγων δὲ ἐφ' ὃν πρέπει νὰ πολυπλασιασθῇ ἢ διαφορικῆ ἐξίσωσις ὅπως ἀποκατασταθῇ ὀλοκληρώσιμος, ἔσεται [433],

$$\frac{\delta\Phi}{\delta\psi} = e^{\int \Pi\delta x}.$$

Ἄρα, πολυπλασιάζοντες καὶ ὀλοκληροῦντες κατὰ § 404, λαμβάνομεν τὸ αὐτὸ ὅπερ καὶ ἐν § 427 ἐξαγόμενον.

Περὶ τῆς ταυτότητος τοῦ ῥηθέντος παράγοντος βεβαιούμεθα καὶ ἀπ' εὐθείας. Τῷ ὄντι, ἔστω μ ὁ ζητούμενος παράγων, ὃν ὑποθέσομεν συνέκθεσιν τῆς x μόνως. Ἐπειδὴ ὁ ὅρος $\mu K \delta x$ εἶναι ὀλοκληρώσιμος, πρόκειται μόνον ὀρίσθαι

τὸν μ τῆ συνθήκη τοῦ ἀποκαθιστᾶναι ὀλοκληρώσιμον τὴν ἐκθέσιν $\mu\delta\psi + \mu\Pi\psi\delta x.$

Ἦτοι, πρέπει νὰ ἔχωμεν

$$\frac{\delta\mu}{\delta x} = \mu\Pi, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\delta\mu}{\mu} = \Pi\delta x, \quad \text{ἔθεν} \quad \mu = e^{\int \Pi\delta x}.$$

437. Ἀποδειχθείσης τῆς ὑπάρξεως ἐν γένει τοῦ παράγοντος, ζητήσωμεν εἰ δυνατὴ ἢ ἀνακάλυψις αὐτοῦ ἐν πάσῃ περιπτώσει. Ἐστω ἐν γένει ἡ ἐξίσωσις

$$\Pi\delta x + K\delta\psi = 0,$$

ἐν ἧ Π καὶ K δηλοῦσι συνέκθεσις οἷας δῆποτε τῶν x καὶ ψ . Ἐστω μ ὁ παράγων δι' οὗ ἀποκαθίσταται ἡ τεθεῖσα ἐξίσωσις ὀλοκληρώσιμος. Ἡ συνέκθεσις μ πρέπει νὰ ἐκπληροῖ τὴν σχέσιν [402]

$$\frac{\delta\mu\Pi}{\delta\psi} = \frac{\delta\mu K}{\delta x},$$

ἦτοι

$$(a) \quad \Pi \frac{\delta\mu}{\delta\psi} - K \frac{\delta\mu}{\delta x} + \mu \left(\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} - \frac{\delta K}{\delta x} \right) = 0.$$

Ἐὰν μ περιέχῃ συγχρόνως x καὶ ψ , ἡ ἐξίσωσις αὕτη, ἀφ' ἧς ἐξαρτᾶται ὁ διορισμὸς αὐτοῦ, δυσκολώτερον ὀλοκληροῦται ἢ ἡ προτεθείσα. Τοῦτου ἕνεκα, ἐν γένει, ἀποφεύγομεν τὸν διορισμὸν τοῦ περὶ οὗ ὁ λόγος παράγοντος.

Ὅταν ὁ κοινὸς παράγων μ ᾖ ἀτρεπτος, τότε ἡ ἐξίσωσις αὕτη καθίσταται

$$\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} - \frac{\delta K}{\delta x} = 0.$$

ἐπομένως, συνάγομεν καὶ αὐθις τὴν σχέσιν ἣτις πρέπει νὰ ὑπάρχῃ [402] ὅπως ἡ διαφορικὸν ἀκριβὲς ἢ προτεθείσα ἐξίσωσις.

Ὅταν ὁ παράγων μ δὲν πρέπει νὰ περιέχῃ ἢ τὴν ἑτέραν τῶν μεταβλητῶν, π. γ. τὴν x , εὐκόλως τότε ὀρίζεται ἡ τιμὴ

αυτοῦ. Τῷ ὄντι, τότε ὄντος $\frac{\delta\mu}{\delta\psi} = 0$, ἡ ἐξίσωσις (α) κλι-
οίσταται

$$K \frac{\delta\mu}{\delta x} = \mu \left(\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} - \frac{\delta K}{\delta x} \right) = 0, \quad \eta \quad \frac{1}{\mu} \frac{\delta\mu}{\delta x} = \frac{1}{K} \left(\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} - \frac{\delta K}{\delta x} \right).$$

Ἀπαιτεῖται δὲ οἱ δοθέντες συντελεσταὶ Π καὶ Κ νὰ ὦσι
τοιούτοι, ὥστε ἡ ἐκθεσις $\frac{1}{K} \left(\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} - \frac{\delta K}{\delta x} \right)$ νὰ ᾖ ἀνε-
ξάρτητος τῆς ψ. Ἐκπληρουμένου τοῦ τοιούτου ὄρου, ἔξομεν

$$\lambda\mu = \int \frac{1}{K} \left(\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} - \frac{\delta K}{\delta x} \right) \delta x, \quad \eta \quad \mu = c \int \frac{1}{K} \left(\frac{\delta\Pi}{\delta\psi} - \frac{\delta K}{\delta x} \right) \delta x.$$

Ὅταν ὁ ζητούμενος παράγων μ ᾖ συνθέσις τῆς ψ
μόνης, συλλογισμοὶ ὅμοιοι τοῖς προηγουμένοις ἄγουσιν εἰς
τὸ ἐξαγόμενον

$$\mu = c \int \frac{1}{\Pi} \left(\frac{\delta K}{\delta x} - \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} \right) \delta \psi$$

Ἡ περίπτωσις δὲ αὕτη χαρακτηρίζεται ἐκ τοῦ ὅτι ἡ ἐκθεσις
 $\frac{1}{\Pi} \left(\frac{\delta K}{\delta x} - \frac{\delta \Pi}{\delta \psi} \right)$ εἶναι ὅλως ἀνεξάρτητος τῆς x.

438. Παρατηρητέον, πρὸς τοῖς ἐκτεθεῖσιν, ὅτι ὁσάκις
κατορθώσομεν διακρίναι τὰς μεταβλητὰς ἐν τῇ ἐξίσωσει
 $\Pi \delta x + K \delta \psi = 0$, δι' οἷαςδήποτε μεταμορφώσεως, γίνεται
ἀμέσως γνωστὸς ὁ παράγων ἐφ' ὃν πολυπλασιαζόμενον τὸ
πρῶτον μέλος τῆς ἐξίσωσεως ταύτης, ἀποκαθίσταται διαφο-
ρικὸν ἀκριβές.

Τῷ ὄντι, τεθείσθω ὅτι, ἀντικαταστάσει τῶν x, ψ, δι' ἐτέ-
ρων μεταβλητῶν σ, τ, ἡ προτεθείσα ἐξίσωσις λαμβάνει
τὴν μορφήν

$$M \delta \sigma + N \delta \tau = 0.$$

M καὶ N ὄντων συνεκθέσεων τῶν σ καὶ τ. Τεθείσθω προσέτι
ὅτι, διαιρέσει ἀμφοτέρων τῶν ὄρων διὰ τῆς συνεκθέσεως Φ

τῶν σ καὶ τ, αἱ μεταβληταὶ διακρίνονται ὥστε $\frac{M}{\Phi}$ περιέχει

σ μόνην, $\frac{N}{\Phi}$ περιέχει τ μόνην. Ἄρα, ἡ ποσότης

$\frac{M}{\Phi} \delta \sigma + \frac{N}{\Phi} \delta \tau$ ἔσεται διαφορικὸν ἀκριβές. Θέτοντες ἤδη

ἐν τῇ τελευταίᾳ ταύτῃ ἀντὶ σ καὶ τ τὰς εἰς x καὶ ψ τιμὰς

αὐτῶν, αὕτη ἔσεται ὅλως ὅμοια τῇ $\frac{\Pi}{\Phi} \delta x + \frac{K}{\Phi} \delta \psi$,

(ἐννοητέον ὅτι ἐν τῇ Φ ἔγινεν ὅμοια ἀντικατάστασις τῶν σ

καὶ τ). Ἄρα, $\frac{\Pi}{\Phi} \delta x + \frac{K}{\Phi} \delta \psi$ ἔσεται ἀναγκαιῶς ὀλο-
κληρώσιμος.

439. Ἐν § 430 ἐλήφθη ὡς ὑπόδειγμα τῆς τῶν μετα-
βλητῶν διακρίσεως ἡ ἐξίσωσις

$$\Sigma \left(\frac{\psi}{x} \right) \delta x + \delta \psi = 0,$$

ἣτις τῇ ὑποθέσει $\psi = x\tau$, ἐξ ἧς $\delta \psi = \tau \delta x + x \delta \tau$,
ἀποκαθίσταται

$$[\Sigma(\tau) + \tau] \delta x + x \delta \tau = 0.$$

Ἐν ταύτῃ δὲ αἱ μεταβληταὶ διακρίνονται τῇ διὰ
 $x[\Sigma(\tau) + \tau]$ διαιρέσει ἀμφοτέρων τῶν ὄρων. Ἄρα, κατὰ
τὰ προεκτεθέντα, ἡ περὶ ἧς λόγος ἐξίσωσις ἀποκαθίστα-
ται ὀλοκληρώσιμος ἐὰν πολυπλασιασθῇ ἐπὶ τὴν παράγοντα

$$\frac{1}{x[\Sigma(\tau) + \tau]},$$

ἐν ᾧ θετέον ἀντὶ τ τὴν εἰς x καὶ ψ τιμὴν αὐτῆς· ἦτοι
ἐπὶ τὸν παράγοντα

$$\frac{1}{x \left[\Sigma \left(\frac{\psi}{x} \right) + \frac{\psi}{x} \right]}.$$

Τῷ ὄντι, ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἀποκαθίσταται τότε

$$\frac{\sum \left(\frac{\psi}{x} \right) \delta x + \delta \psi}{x \left[\sum \left(\frac{\psi}{x} \right) + \frac{\psi}{x} \right]} = 0,$$

εὐκόλως ἀγομένη ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{\delta x}{x} + \frac{\frac{\delta \psi}{x} - \frac{\psi \delta x}{x^2}}{\sum \left(\frac{\psi}{x} \right) + \frac{\psi}{x}} = 0.$$

Αὕτη δὲ ἐστὶν ὀλοκληρώσιμος· διότι $\frac{\delta \psi}{x} - \frac{\psi \delta x}{x^2}$, εἶναι τὸ διαφορικὸν τοῦ $\frac{\psi}{x}$.

Θεώρημα τῶν ὁμογενῶν συνεκθέσεων.

Περὶ ὀλοκληρώσεως τῶν ὁμογενῶν συνεκθέσεων.

440. Θεώρημα τῶν ὁμογενῶν συνεκθέσεων ὀνομάζονται σχέσεις τινὲς ὑπάρχουσαι μεταξὺ μιᾶς συνεκθέσεως ὁμογενοῦς (*) (ἤτοι συνεκθέσεως συγκροτουμένης ἐξ ὄρων

(*) Συνέκθεσις τις εἶναι ὁμογενὴς, ὅταν πολυπλασιαζομένων τῶν ἐν αὐτῇ περιεχομένων μεταβλητῶν ἐπὶ τὸν αὐτὸν παράγοντα, τὸ ἐξαγόμενον ἰσοῦται τῇ προτέρῃ τιμῇ τῆς συνεκθέσεως πολυπλασιαζομένης ἐπὶ τὸν αὐτὸν παράγοντα ἰσούμενον εἰς δύναμιν ἴσην τῷ βαθμῷ τῆς ὁμογενείας.

Ἐὰν συνέκθεσιν τινὰ ὁμογενὴ βαθμοῦ $\mu^{\text{ου}}$ διεκρίσωμεν διὰ τῆς $\mu^{\text{ης}}$ δυνάμεως μιᾶς τῶν μεταβλητῶν, ἡ συνέκθεσις δὲν θέλει ἐξαρτῶσθαι πλέον ἢ ἀπὸ τῶν λόγων τῶν λοιπῶν μεταβλητῶν πρὸς ταύτην. Ἀντιστρόφως· ἐκπληρουμένου τοῦ ὄρου τούτου, ἡ συνέκθεσις εἶναι ὁμογενής.

Αἱ μερικαὶ παραγόμεναι τῆς πρώτης τάξεως πάσης συνεκθέσεως ὁμογενοῦς βαθμοῦ $\mu^{\text{ου}}$, εἰσὶ συνεκθέσεις ὁμογενεῖς βαθμοῦ $(\mu-1)^{\text{ου}}$.

Αἱ παρατηρήσεις αὗται εἰσὶ προτάσεις εὐκολώτατα δεικνυόμεναι.

ισοβαθμίων πρὸς x καὶ ψ) καὶ τῶν διαφορῶν παραγομένων αὐτῆς. Ἐστω Φ συνέκθεσις τις ὁμογενὴς περιέχουσα πλείονας μεταβλητάς x, ψ, \dots . Τιθεμένου τx ἀντὶ x , $\tau \psi$ ἀντὶ ψ , κ.τ.έ., ἡ συνέκθεσις αὕτη κατασταθῆσεται $\tau^{\nu} \Phi$, τοῦ ν δηλοῦντος τὸ ἀτρεπτον ἄθροισμα τῶν ἐκθετῶν τῶν μεταβλητῶν ἐν ἐκάστῳ ὄρῳ. Ἀλλὰ δυνάμεθα ὑποθέσαι $\tau = 1 + \eta$ ἤτοι θέσαι $x + \eta x$ ἀντὶ x , $\psi + \eta \psi$ ἀντὶ ψ , κ.τ.έ. Ἐφαρμόζοντες δὲ τὸ τοῦ Τάϋλορ Θεώρημα, ἔχομεν·

$$(1 + \eta)^{\nu} \Phi = \Phi + \eta \left(\frac{\delta \Phi}{\delta x} x + \frac{\delta \Phi}{\delta \psi} \psi + \dots \right) + \frac{\eta^2}{2} \left(\frac{\delta^2 \Phi}{\delta x^2} x^2 + 2 \frac{\delta^2 \Phi}{\delta x \delta \psi} x \psi + \frac{\delta^2 \Phi}{\delta \psi^2} \psi^2 + \dots \right) + \dots$$

Ἀναπτύσσοντες τὸ πρῶτον μέλος καὶ ἰσοῦντες ἀλλήλοις τοὺς ὄρους τῶν ὁμοίων δυνάμεων τῆς ἀορίστου η , λαμβάνομεν

$$\nu \Phi = \frac{\delta \Phi}{\delta x} x + \frac{\delta \Phi}{\delta \psi} \psi + \dots,$$

$$\nu(\nu - 1)\Phi = \frac{\delta^2 \Phi}{\delta x^2} x^2 + 2 \frac{\delta^2 \Phi}{\delta x \delta \psi} x \psi + \frac{\delta^2 \Phi}{\delta \psi^2} \psi^2 + \dots,$$

441. Διὰ τῶν σχέσεων τούτων, ὧν ἡ πρώτη ἐστὶν ἡ μᾶλλον οὐσιώδης, εὐκολύνεται ἐνίοτε ἡ ὀλοκλήρωσις συνεκθέσεων πλείονας μεταβλητάς περιεχουσῶν. Ὅταν συνέκθεσις τις ᾖ ὁμογενὴς, μένει τοιαύτη καὶ μετὰ τὴν διαφορῆσιν αὐτῆς. Ἐπομένως, ἐὰν ἡ διαφορικὴ συνέκθεσις

$$P \delta x + K \delta \psi + \dots$$

ᾖ ὁμογενὴς ἐκπληροῦσα τὰς συνθήκας τῆς ὀλοκληρωσιμότητος, δηλοῦντες Φ τὸ ὀλοκληρωτικὸν αὐτῆς καὶ ν τὸν τούτου βαθμὸν, ὑπερβαίνοντα ἀείποτε κατὰ μονάδα τὸν κοινὸν βαθμὸν τῶν συνεκθέσεων P, K , κ.τ.έ., ἔχομεν ἀμέσως

$$\nu \Phi = P x + K \psi + \dots + A.$$

Εστω, π. χ., $(3x^2 + 2ax\psi)\delta x + (ax^2 + 3\psi^2)\delta\psi = 0.$

Ἡ ὁμογενὴς αὕτη ἐξίσωσις ἐκπληροῖ τοὺς ὅρους τῆς ὀλοκληρωσιμότητος, ὡς εὐκόλως πληροφοροῦμεθα. Κατὰ τὸν προηγούμενον κανόνα δὲ μορφοῦμεν ἀμέσως τὸ ὀλοκληρωτικὸν αὐτῆς

$$x^3 + ax^2\psi + \psi^3 = A.$$

442. Ἡ μέθοδος αὕτη μιᾶς μόνης ἐξαιρέσεώς ἐστὶν ἐπιδεικτικὴ· ὅταν αἱ συνεκθέσεις Π καὶ Κ ὄσι τοῦ βαθμοῦ -1, διότι τότε $v = 0$. Τῷ ὄντι, ἐφαρμοζομένη ἐπὶ τὸ διαφορικὸν

$$\frac{x\delta\psi - \psi\delta x}{x^2 + \psi^2},$$

χρήσιμον ἐν τῇ Μηχανικῇ καὶ ὀλοκληρωθὲν ἤδη ἐν § 406, λαμβάνομεν

$$O.\Phi = \frac{-x\psi + x\psi}{x^2 + \psi^2},$$

ἐξαγόμενον ἀκριβὲς μὲν, ἀλλ' οὐδόλως ὀδηγὸν πρὸς τὸ ζητούμενον ὀλοκληρωτικόν.

443. Ὅταν ἐν τῇ διαφορικῇ συνεκθέσει $\Pi\delta x + K\delta\psi = 0$ αἱ συνεκθέσεις Π, Κ, τῶν μεταβλητῶν x, ψ, ὄσιν ὁμογενεῖς, εὐκόλον διακρῖναι ταύτας, καὶ ἐπομένως ἀποκαταστήσαι τὴν ἐξίσωσιν ἀμέσως ὀλοκληρώσιμον, ἢ τοῦλάχιστον ἀγαγεῖν αὐτὴν εἰς τοὺς τετραγωνισμούς. Τῷ ὄντι, καθιστῶντες $\psi = x\tau$, αἱ συνεκθέσεις Π, Κ, λαμβάνουσι τὴν μορφήν $\pi x^v, \kappa x^v$, τῶν μὲν π, κ, ὄντων συνεκθέσεων τῆς τ μόνης, v δὲ δηλοῦντος τὸ ἄθροισμα τῶν ἐκθετῶν τῶν x, ψ, ἐν τοῖς ὅροις τῆς προτεθείσης ἐξισώσεως. Ἄρα, ἡ ἐξίσωσις αὕτη καθίσταται

$$(\pi + \kappa\tau)\delta x + \kappa\delta\tau = 0, \quad \eta \quad \frac{\delta x}{x} + \frac{\kappa\delta\tau}{\pi + \kappa\tau} = 0,$$

ἣς τὸ ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$\lambda x + \int \delta\tau \cdot \frac{\kappa}{\pi + \kappa\tau} = A.$$

Ἐν τούτῳ δὲ, μετὰ τὴν ὀλοκλήρωσιν, εἰσακτέον ἀντὶ τ τὴν τιμὴν αὐτοῦ $\frac{\psi}{x}$.

444. Ἐστω, π. χ., ἡ ἐξίσωσις

$$(x - 2\psi)\delta x + \psi\delta\psi = 0,$$

Καθιστῶμεν $\psi = x\tau$, καὶ λαμβάνομεν

$$\frac{\delta x}{x} + \frac{\tau\delta\tau}{1 - 2\tau + \tau^2} = 0,$$

ἣς τὸ ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$\lambda x + \lambda(1 - \tau) + \frac{1}{1 - \tau} = A.$$

Θέτοντες ἤδη ἀντὶ τ τὴν τιμὴν $\frac{\psi}{x}$, ἔχομεν

$$\lambda(x - \psi) + \frac{x}{x - \psi} = A, \quad \eta \quad x - \psi = ae^{-\frac{x}{x - \psi}},$$

α οὔσης ἐτέρας ἀτρέπτου.

445. Προκείσθω προσέτι ἡ ἐξίσωσις

$$(x^2 + x\psi - 2\psi^2)\delta x + (\psi^2 - 3x^2)\delta\psi = 0,$$

ἣτις, τῇ ὑποθέσει $\psi = x\tau$, καθίσταται

$$\frac{\delta x}{x} + \frac{(\tau^2 - 3)\delta\tau}{\tau^3 - 2\tau^2 - 2\tau + 1} = 0,$$

Διὰ τῶν γνωστῶν μεθόδων εὐρίσκομεν

$$\frac{\tau^2 - 3}{\tau^3 - 2\tau^2 - 2\tau + 1} = \frac{2}{5(\tau + 1)} + \frac{7 - \sqrt{5}}{5(2\tau - 3 - \sqrt{5})} + \frac{7 + \sqrt{5}}{5(2\tau - 3 + \sqrt{5})}.$$

Ἐπομένως, ἡ ἀνωτέρω ἐξίσωσις μεταμορφοῦται εἰς τὴν ἐξῆς:

$$\frac{\delta x}{x} - \frac{2}{5} \frac{\delta \tau}{\tau + 1} + \frac{7 - \sqrt{5}}{5} \frac{\delta \tau}{2\tau - 3 - \sqrt{5}} + \frac{7 + \sqrt{5}}{5} \frac{\delta \tau}{2\tau - 3 + \sqrt{5}} = 0,$$

ἢς τὸ ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$\lambda x - \frac{2}{5} \lambda(\tau + 1) + \frac{7}{10} \lambda(\tau^2 - 3\tau + 1) + \frac{1}{2\sqrt{5}} \lambda \frac{2\tau - 3 + \sqrt{5}}{2\tau - 3 - \sqrt{5}} = \lambda A.$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἀγεται τέλος ὑπὸ τὴν ἐξῆς μορφήν·

$$\left(\frac{\psi + x}{x^2}\right)^{\frac{2}{5}} (\psi^2 - 3\psi x + x^2)^{\frac{7}{10}} \left(\frac{2\psi - 3x + x\sqrt{5}}{2\psi - 3x - x\sqrt{5}}\right)^{\frac{1}{2\sqrt{5}}} = A.$$

446. Διὰ τῆς αὐτῆς μεθόδου ὀλοκληροῦνται καὶ αἱ ἐξῆς ἐξισώσεις διαφορικαί.

$$1) \quad (\alpha x + \epsilon \psi) \delta \psi + (\zeta x + \eta \psi) \delta x = 0,$$

ἐξ ἧς λαμβάνομεν, τῇ ὑποθέσει $\frac{\psi}{x} = \tau$, τὴν ἐξῆς εὐκόλως

ὀλοκληρουμένην

$$\frac{\delta x}{x} + \frac{(\alpha + \epsilon \tau) \delta \tau}{\epsilon \tau^2 + (\alpha + \eta) \tau + \zeta} = 0.$$

$$2) \quad \alpha \psi^\mu \delta \psi + (x^\mu + \epsilon \psi^\mu) \delta x = 0,$$

$$\text{ἀγεται εἰς} \quad \frac{\delta x}{x} + \frac{\alpha \tau^\mu \delta \tau}{\alpha \tau^{\mu+1} + \epsilon \tau^\mu + 1} = 0.$$

3) Ἐδρεῖν καμπύλην ἧς τὸ ἐμβαδὸν ΠΜΣΡ (Σχ. 72) ἀπό τινος τεταγμένης ΜΠ μόνιμου ἀρχόμενον, καὶ καθ' ἕκαστον τῶν τῆς καμπύλης σημείων, ἰσοῦται τῷ κῶβῳ τῆς τεταγμένης ΣΡ ὅφ' ἧς περαιοῦται, διαιρουμένῳ τῇ τετμημένῳ ΑΡ.

$$\text{Ἐκ τῆς ἐκθέσεως} \quad \int \psi \delta x = \frac{\psi^3}{x},$$

λαμβάνομεν διαφορίζοντες

$$(x^2 \psi + \psi^3) \delta x = 3x \psi^2 \delta \psi.$$

Καθιστῶντες δὲ $\psi = \tau x$, εὐρίσκομεν

$$\frac{\delta x}{x} = \frac{3\tau \delta \tau}{1 - 2\tau^2},$$

ὅθεν συνάγομεν

$$x^4 (1 - 2\tau^2)^3 = A, \quad \text{καὶ τέλος} \quad (x^2 - 2\psi^2)^3 = Ax^2.$$

$$4) \quad x \delta \psi - \psi \delta x = \delta x \sqrt{x^2 + \psi^2}.$$

$$\text{Αὕτη δίδει} \quad \frac{\delta x}{x} = \frac{\delta \tau}{\sqrt{1 + \tau^2}},$$

ὅθεν συνάγομεν διαδοχικῶς, δηλοῦντες Α ἄτρεπτόν τινα κατὰ βούλησιν·

$$\lambda \frac{x}{A} = \lambda (\tau + \sqrt{1 + \tau^2}), \quad x = A \left(\frac{\psi}{x} + \sqrt{1 + \frac{\psi^2}{x^2}} \right),$$

$$x^2 = A(\psi + \sqrt{x^2 + \psi^2}), \quad (x^2 - A\psi)^2 = A^2(x^2 + \psi^2).$$

$$\text{καὶ τέλος,} \quad x^2 = 2A\psi + A^2.$$

447. Ἐπειδὴ, μετὰ τὴν ἀντικατάστασιν τῆς $\psi = \tau x$ ἐν τῇ ἐξίσωσει

$$Π \delta x + Κ \delta \psi = 0,$$

ὑποτιθεμένη ὁμογενῆ (ν δηλοῦντος τὸν κοινὸν βαθμὸν τῶν συνεχθέσεων Π, Κ), λαμβάνομεν τὴν ἐξίσωσιν

$$(\pi x^\nu + \kappa x^\nu \tau) \delta x + \kappa x^{\nu+1} \delta \tau = 0,$$

ἐν ἧ αἱ μεταβληταὶ διακρίνονται διαιρέσει διὰ $x(\pi x^\nu + \kappa x^\nu \tau)$, ἐξ ὧσων εἶδομεν ἐν § 438, εἰκαστέον ὅτι ὁ παράγων ἐφ' ὃν πολυπλασιαζομένη ἢ προηγουμένη ἐξίσωσις ἀποκαθίσταται ὀλοκληρώσιμος εἶναι

$$\frac{1}{x(\pi x^\nu + \kappa x^\nu \tau)}, \quad \text{ἢτοι} \quad \frac{1}{\pi x + \kappa \psi},$$

τιθεμένης ἀντὶ τ τῆς τιμῆς αὐτοῦ. Οὕτως, ἡ συνέχθεσις

$$\frac{\pi \delta x + \kappa \delta \psi}{\pi x + \kappa \psi}$$

ἔσεται ἀναγκαιῶς διαφορικὸν ἀκριβές.

Τούτο γνωρίζομεν και ἀπ' εὐθείας. Τῷ ὄντι, ἔστω μ παρά-
 γων τις ἐφ' ἣν δεῖ πολυπλασιάσαι τὴν ποσότητα Πδχ + Κδψ
 ὅπως αὕτη ἀποκατασταθῇ ὀλοκληρώσιμος· τὸν παράγοντα δὲ
 τοῦτον ὑποθέσομεν συνεχέσειν τινὰ ὁμογενῆ τῶν χ καὶ ψ·
 Γράφομεν

$$\mu\Pi\delta x + \mu K\delta\psi = \delta\Phi,$$

Φ οὔσης συνεχέσεως τῶν χ καὶ ψ. Κατὰ § 441 ἔπεται ὅτι

$$\mu\Pi x + \mu K\psi = \lambda\Phi,$$

κ δηλοῦντος τὸν κοινὸν βαθμὸν τῶν συνεχέσεων μΠ καὶ μΚ
 ἠϋξημένον μονάδι. Διαιροῦντες ἀλλήλαις τὰς δύο ταύτας
 ἐξισώσεις, λαμβάνομεν

$$\frac{\Pi\delta x + K\delta\psi}{\Pi x + K\psi} = \frac{\delta\Phi}{\lambda\Phi}.$$

Ἀλλὰ, $\frac{\delta\Phi}{\lambda\Phi}$ εἶναι διαφορικὸν ἀκριβές. Τοιοῦτον ἄρα εἶναι
 καὶ τὸ πρῶτον μέλος.

448. Ἡ ἐν § 444 τεθεῖσα ἐξίσωσις

$$(x - 2\psi)\delta x + \psi\delta\psi = 0,$$

ἀποκατασταθῆσεται ὀλοκληρώσιμος, κατὰ τὰ προηγούμενα,
 ἐὰν πολυπλασιασθῇ ἐπὶ

$$\frac{1}{(x - 2\psi)x + \psi^2}, \quad \text{ἢ} \quad \frac{1}{(x - \psi)^2}.$$

Τῷ ὄντι, ἡ ἐξίσωσις $\frac{(x - 2\psi)\delta x + \psi\delta\psi}{(x - \psi)^2} = 0,$

γράφεται καὶ οὕτω

$$\frac{\delta x - \delta\psi}{x - \psi} + \frac{\delta x}{x - \psi} - \frac{x(\delta x - \delta\psi)}{(x - \psi)^2} = 0,$$

ὡς βεβαιούμεθα ἄγοντες ἅπαντας τοὺς ὅρους ἐπὶ τὸν αὐτὸν
 παρονομαστήν· ἢ ἀκόμη

$$\delta \cdot \lambda(x - \psi) + \delta \left(\frac{x}{x - \psi} \right) = 0.$$

ὅθεν συνάγομεν ἀμέσως τὸ ἐν τῷ εἰρημένῳ χωρίῳ εὐρεθὲν
 ὀλοκληρωτικόν.

449. Ἐνίοτε δι' ἀπλῆς μεταμορφώσεως ἀποκαθίσταται
 ὁμογενῆς ἐξίσωσις μὴ οὔσα τοιαύτη. Π. χ., προκεισθῶ

$$(ax + b\psi + \mu)\delta x = (\pi x + \kappa\psi + \nu)\delta\psi.$$

Ὅπως ἀφανισθῶσιν οἱ μὴ περιεκτικοὶ χ καὶ ψ ὅροι, καθιστῶμεν
 $x = x' + \sigma,$ $\psi = \psi' + \rho,$ ὅθεν $\delta x = \delta x',$ $\delta\psi = \delta\psi'$ ·
 διορίσομεν δὲ σ καὶ ρ ἐκ τῶν συνθηκῶν

$$a\sigma + b\rho + \mu = 0, \quad \pi\sigma + \kappa\rho + \nu = 0,$$

διδουσῶν

$$\sigma = \frac{\nu b - \mu\kappa}{a\kappa - b\pi}, \quad \rho = \frac{\mu\pi - \nu a}{a\kappa - b\pi}.$$

ὑποθέσωμεν ἐπὶ τοῦ παρόντος, ὅτι ὁ παρονομαστής $a\kappa - b\pi$
 διαφέρει μηδενός. Ἡ προτεθεῖσα ἐξίσωσις μεταμορφοῦται εἰς
 τὴν ἐξῆς

$$(ax' + b\psi')\delta x' = (\pi x' + \kappa\psi')\delta\psi',$$

οὔσαν ὁμογενῆ, καὶ ὀλοκληρουμένην ὡς προηγουμένως· εἴτα
 ἀντιστακτέον χ' καὶ ψ' διὰ $x - \sigma$ καὶ $\psi - \rho$.

Ὁ μετασχηματισμὸς οὗτος ἔσεται ἀδύνατος ἐὰν $a\kappa - b\pi = 0$.
 Ἐν τῇ δε τῇ περιπτώσει ἡ προτεθεῖσα ἐξίσωσις, ἀντισταγωγῆ
 τοῦ κ διὰ τῆς τιμῆς αὐτοῦ $\frac{b\pi}{a}$, καθίσταται

$$(ax + b\psi)(a\delta x - \pi\delta\psi) = a(\nu\delta\psi - \mu\delta x).$$

Τότε θετέον

$$ax + b\psi = \tau, \quad \text{ὅθεν} \quad \delta\psi = \frac{\delta\tau - a\delta x}{b}.$$

Ἡ τῆς ψ ἀπαλοιφή δίδει

$$a\delta x = \frac{(\alpha\nu + \pi\tau)\delta\tau}{\alpha\nu + \mu b + (b + \pi)\tau}.$$

Τῶν μεταβλητῶν οὐσῶν διακεκριμένων, τὸ πρόβλημα ἤχθη
 εἰς τὸ τῶν τετραγωνισμῶν, τὸ ὀλοκληρωτικὸν τῆς ἐξισώσεως

ταύτης περιέχει λογαρίθμους, πλὴν ἐν ἡ περιπτώσει $\epsilon + \pi = 0$, ὅτε εἶναι

$$\alpha x = \frac{2\alpha\nu\tau + \pi\tau^2}{2(\alpha\nu + \mu\epsilon)} + \Lambda.$$

Ἐν τῇ γενικῇ περιπτώσει, δυνατὸν προσέτι ἀποκαταστήσαι τὴν ἐξίσωσιν ὁμογενῆ, ταῖς ὑποθέσεσι

$$\alpha x + \epsilon\psi + \mu = \nu, \quad \pi x + \kappa\psi + \nu = \omega,$$

ὅθεν ἐξάγομεν

$$\delta x = \frac{\kappa\delta\nu - \epsilon\delta\omega}{\alpha\kappa - \epsilon\pi}, \quad \delta\psi = \frac{\alpha\delta\omega - \pi\delta\nu}{\alpha\kappa - \epsilon\pi},$$

ἡ δὲ προτεθεῖσα ἐξίσωσις μεταμορφωθήσεται εἰς τὴν ἐξῆς, ὁμογενῆ οὖσαν,

$$(\pi\omega + \kappa\nu)\delta\nu = (\alpha\omega + \epsilon\nu)\delta\omega.$$

450. Χάριν ἐφαρμογῆς γεωμετρικῆς, προκείσθω τὸ ἐξῆς ζήτημα, ὀνομαζόμενον πρόβλημα τῶν τροχιῶν, περὶ ὃ οὐκ ὀλίγον ἐνεσχολήθησαν οἱ Γεωμετροῦντες.

Ἐδρεῖν καμπύλην τέμνουσαν ὑπὸ γωνίαν δοθεῖσαν ἀπ᾽ ἄσας τὰς περιλαμβανομένας καμπύλας ἐν ἐξίσωσει δοθείσῃ

$$(1) \quad \Sigma(x, \psi, \alpha) = 0,$$

ἐν ἡ ἡ παράμετρος α λαμβάνει πᾶσαν τιμὴν.

Καλοῦμεν, μ τὴν ἐφαπτομένην τῆς δοθείσης γωνίας x', ψ' , τὰς συντεταγμένας σημείου τοῦ τυχόντος τοῦ ζητουμένου τόπου καὶ γ τὴν γωνίαν ἣν μετὰ τοῦ ἄξονος τῶν x σχηματίζει ἡ ἐφαπτομένη τῆς δοθείσης καμπύλης. Ἔχομεν

$$(2) \quad \mu = \frac{\frac{\delta\psi'}{\delta x'} - \epsilon\phi\gamma}{1 + \frac{\delta\psi'}{\delta x'} \epsilon\phi\gamma}.$$

Ἄλλ' ἡ ἐξίσωσις (1) δίδει

$$\epsilon\phi\gamma = - \frac{\frac{\delta\Sigma}{\delta x'}}{\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'}}$$

Ἄρα, ἡ ἐξίσωσις (2) καθίσταται

$$(3) \quad \mu \left(\frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'} - \frac{\delta\Sigma}{\delta x'} \frac{\delta\psi'}{\delta x'} \right) - \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi'} \frac{\delta\psi'}{\delta x'} - \frac{\delta\Sigma}{\delta x'} = 0.$$

Ἐπειδὴ δὲ ἔχομεν συγχρόνως

$$\Sigma(x', \psi', \alpha) = 0,$$

ἐὰν ἀπαλείψωμεν α ἐκ τῆς ἐξίσωσεως ταύτης καὶ τῆς (3), ἔξομεν μίαν ἐξίσωσιν μεταξὺ τῶν συντεταγμένων ἐνὸς σημείου οἰουδήποτε τοῦ τόπου.

451. Ἐξεταστέον τὴν μερικὴν περίπτωσιν καθ' ἣν ἡ ἐξίσωσις (1) εἶναι ὑπὸ τὴν μορφήν

$$(4) \quad \psi^{\nu} = \alpha x^{\pi}.$$

Ἔχομεν

$$\frac{\delta\Sigma}{\delta x} = - \alpha\pi x^{\pi-1}, \quad \frac{\delta\Sigma}{\delta\psi} = \nu\psi^{\nu-1}.$$

ἡ δ' ἐξίσωσις (3) καθίσταται

$$\mu \left(\nu\psi^{\nu-1} + \alpha\pi x^{\pi-1} \frac{\delta\psi}{\delta x} \right) - \nu\psi^{\nu-1} \frac{\delta\psi}{\delta x} + \alpha\pi x^{\pi-1} = 0.$$

Ἢ ἐκ τῆς ἐξίσωσεως ταύτης καὶ τῆς πρώτης ἀπαλοιφῆ τῆς α , ἄγει εἰς

$$(5) \quad \mu \left(\nu x + \pi\psi \frac{\delta\psi}{\delta x} \right) - \nu x \frac{\delta\psi}{\delta x} + \pi\psi = 0,$$

ἐξίσωσιν ὁμογενῆ ὁλοκληρουμένην εὐκόλως.

1ον. Ὑποθέσωμεν, $\pi, \nu = 1$. Ἢ δοθεῖσα ἐξίσωσις (4) καθίσταται

$$\psi = \alpha x.$$

ἐμφαίνει δὲ ἀπάσας τὰς διὰ τῆς ἀρχῆς διερχομένας εὐθείας.
Ἡ ἐξίσωσις (5) ἄγεται εἰς

$$\mu(x\delta x + \psi\delta\psi) - x\delta\psi + \psi\delta x = 0.$$

Ταύτης δὲ τὸ πρῶτον μέλος ἀποκαθίσταται ὀλοκληρώσιμον διὰ $x^2 + \psi^2$ διαιρούμενον. Λοιπὸν, ὀλοκληροῦντες λαμβάνομεν

$$\mu\lambda(x^2 + \psi^2)^{\frac{1}{2}} - \text{τόξ} \epsilon\phi \frac{\psi}{x} = \Lambda.$$

Διότι

$$\int \frac{x\delta x + \psi\delta\psi}{x^2 + \psi^2} = \lambda \sqrt{x^2 + \psi^2}, \quad \int \frac{x\delta\psi - \psi\delta x}{x^2 + \psi^2} = \text{τόξ} \epsilon\phi \frac{\psi}{x}$$

Ἐὰν μεταβῶμεν εἰς συντεταγμένας πολικὰς, θέτοντες

$$x = \rho \text{ συν } \omega, \quad \psi = \rho \eta\mu. \omega,$$

εὐρήσομεν

$$\mu\lambda\rho = \omega + \Lambda, \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad \rho = e^{\frac{\omega + \Lambda}{\mu}}$$

Ἡ, καθιστῶντες $e^{\frac{\Lambda}{\mu}} = \Lambda'$,

$$\rho = \Lambda' e^{\frac{\omega}{\mu}}.$$

Οὕτω, λαμβάνομεν ἀπειρίαν σπειρῶν λογαριθμικῶν ὁμοίων, ἔχουσῶν τὸ αὐτὸ σημεῖον ἀσύμπτωτον. Τῶ ὄντι, αἱ σπείραι αὗται κέκτῃνται τοῦ ιδιώματος τοῦ τέμνειν τὴν ἐπιβατικὴν ἀκτῖνα ὑπὸ γωνίαν μόνιμον [233], ἐν δὲ τῇ περιπτώσει περὶ τῆς λόγος, αἱ τεμνόμεναι καμπύλαι εἰσὶν ἀκριβῶς αἱ διὰ τῆς ἀρχῆς τῶν συντεταγμένων ἀγόμεναι εὐθεῖαι.

2ον. Ὑποθέσωμεν ἤδη $\mu = \infty$, ὅπερ δίδει τὰς τροχιὰς ὀρθογωνίους καλουμένας. Ἡ ἐξίσωσις (5) ἄγεται εἰς ταύτην

$$\nu x + \pi\psi \frac{\delta\psi}{\delta x} = 0,$$

ἐξ ἧς συνάγομεν

$$\nu x^2 + \pi\psi^2 = \Lambda,$$

Καθ' ὅσον ν καὶ π ἔχουσι σημεῖα τὰ αὐτὰ ἢ ἐναντία, ἢ ἐξίσωσις αὕτη δίδει ἀπειρίαν ἐλλείψεων ἢ ὑπερβολῶν ὁμοίων, αἵτινες ἔσονται αἱ μόναι καμπύλαι ἐν αἷς ὑπάρχει ἡ ιδιότης τοῦ τέμνειν πρὸς ὀρθῶς ἀπάσας τὰς ὑπερβολὰς ἢ τὰς παραβολὰς περιεχομένας ἐν τῇ ἐξίσωσει

$$\psi^y = ax^{\pi}.$$

Ἐὰν προσέτι $\nu = \pi = 1$, ἡ τῆς τροχιᾶς ἐξίσωσις ἔσεται

$$x^2 + \psi^2 = \Lambda,$$

ἐμφαίνουσα κύκλον οἷονδ' ἥποτε οὔτινος τὸ κέντρον εἶναι τὸ σημεῖον συνδρομῆς τῶν ὑπὸ τῆς δοθείσης ἐξίσωσεως $\psi = ax$ δηλουμένων εὐθειῶν.

Ἐὰν $\nu = -\pi = 1$, αἱ δοθεῖσαι καμπύλαι ἔχουσιν

ἐξίσωσιν τὴν $\psi = \frac{a}{x}$. εἰσὶ δὲ ἀπασαι αἱ ἰσοσκελεῖς ὑπερ-

βολαὶ ἔχουσαι ἀσύμπτωτους τοὺς ἄξονας τῶν συντεταγμένων.

Ἡ τῶν τροχιῶν γενικὴ ἐξίσωσις εἶναι τότε

$$x^2 - \psi^2 = \Lambda.$$

ἐμφαίνει δὲ ἀπάσας τὰς ἰσοσκελεῖς ὑπερβολὰς ὧν ἀσύμπτωτοι εἰσὶν αἱ διχοτομοῦσαι εὐθεῖαι τὰς γωνίας τῶν ἀσύμπτῶτων τῶν πρῶτων ὑπερβολῶν.

ΙΣΤ'. ΠΕΡΙ ΕΞΙΣΩΣΕΩΝ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΤΗΣ ΠΡΩΤΗΣ ΤΑΞΕΩΣ, ΕΝ ΑἷΣ Ο ΔΙΑΦΟΡΙΚΟΣ ΣΥΝΤΕΛΕΣΤΗΣ ΥΠΑΡΧΕΙ ΕἰΣ ΒΑΘΜΟΝ ΑΝΩΤΕΡΟΝ ΤΟΥ ΠΡΩΤΟΥ.

452. Ὅταν ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις περιέχῃ τὸν πρωτοταγῆ διαφορικὸν συντελεστὴν εἰς δυνάμεις ἀνωτέρας τῆς πρώτης, δύναται δὲ ἐπιλυθῆναι ἀλγεβρικῶς κατὰ τὴν ποσότητα ταύτην θεωρουμένην ὡς ἄγνωστον, λαμβάνομεν, ἰσοῦντες τῶ μηδενὶ τοὺς ἀντιστοιχοῦντας παράγοντας ἐκάστη ρίζῃ, πλείονας ἐξίσωσεις τῆς μορφῆς $\Pi\delta x + \text{K}\delta\psi$, ἐν αἷς $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ἔσεται τοῦ πρώτου βαθμοῦ μόνον καὶ ἄς ὀλοκληροῦμεν κατὰ τὸ δυνατόν.

*Εστωσαν $\varphi(x, \psi, a) = 0$, $\varphi_1(x, \psi, a') = 0$, κ.τ.ξ., τὰ διάφορα ταῦτα ὀλοκληρωτικά, ἐν οἷς $a, a' \dots$ δηλοῦσιν ἀτρέπτους κατὰ βούλησιν. Τὸ γινόμενον τῶν διαφορῶν τούτων ὀλοκληρωτικῶν

$$\varphi(x, \psi, a) \cdot \varphi_1(x, \psi, a') \dots = 0,$$

ἔσεται τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν τῆς προτεθείσης ἐξίσωσως.

Παρατηρητέον, ὅτι ἡ γενικότης τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ τούτου οὐδὲν προσβάλλεται παραδεχόμενοι τὴν ἀτρέπτον a ὡς οὖσαν τὴν αὐτὴν ἐν τοῖς διαφοροῖς τούτοις παράγουσι· διότι, ἐπειδὴ ἰδίᾳ ἕκαστος ἰσωθήσεται τῷ μηδενί, οὐδὲν ἄλλοιοῦνται αἱ λύσεις τῆς προτεθείσης ἐὰν αἱ ἀτρέπτοι δηλωθῶσι τῷ αὐτῷ γράμματι.

*Εστω π. χ., ὡς ἐν § 421,

$$\left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right)^2 - a^2 = 0, \quad \text{ὅθεν} \quad \frac{\delta\psi}{\delta x} = \pm a.$$

*Ἐχομεν τὰ δύο ὀλοκληρωτικά,

$$\psi = ax + \epsilon, \quad \psi = -ax + \epsilon',$$

τὸ δὲ ὀλοκληρωτικὸν πλήρες ἔσεται

$$(\psi - ax - \epsilon)(\psi + ax - \epsilon') = 0,$$

ἢ, ὕπερ ἀπλούστερον, οὐχὶ δὲ ἥττον γενικόν,

$$(\psi - ax - \epsilon)(\psi + ax - \epsilon) = 0, \quad \text{ἢ} \quad (\psi - \epsilon)^2 - a^2x^2 = 0,$$

Τεθείσθω γενικώτερον, $\Sigma\left(\frac{\delta\psi}{\delta x}\right) = 0.$

*Εστω a ρίζα τις οἰαδήποτε τῆς ἐξίσωσως $\Sigma(z) = 0$. Ἡ προτεθείσα ἐτυμοποιεῖται καθισταμένου

$$\frac{\delta\psi}{\delta x} = a, \quad \text{ἢ} \quad \psi = ax + A, \quad \text{ἢ} \quad \frac{\psi - A}{x} = a.$$

*Ἄρα ἔχομεν, δι' ἐν ὀλοκληρωτικὸν οἰονδήποτε,

$$\Sigma\left(\frac{\psi - A}{x}\right) = 0.$$

ἐπομένως, ἡ τελευταία ἐξίσωσις αὕτη εἶναι τὸ ὀλοκληρωτικὸν πλήρες τῆς προτεθείσης.

453. *Ὅταν ἡ τῆς προτεθείσης ἐξίσωσως ἀλγεβρικὴ ἐπι-

λυσις κατὰ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ᾖ ἀδύνατος, ἐπόμενον ὅτι ἡ δοθεῖσα μέ-

θοδος ἔσεται ἀνεφάρμοστος. Τότε, εἰ ἐπιλύεται κατὰ ψ ἢ κατὰ x , ἔξομεν πρὸς ἔρευναν ἐξίσωσιν ἔχουσιν τὴν ἑτέραν τῶν ἐξῆς γενικῶν μορφῶν

$$\psi = \Sigma(x, \psi'), \quad x = \Sigma(\psi, \psi'),$$

ἐν αἷς, πρὸς συντομίαν, δηλοῦμεν τῷ ψ' τὸν διαφορικὸν λόγον $\frac{\delta\psi}{\delta x}$. Ἐν ἀμφοτέραις ταῖς περιπτώσεσιν, ἡ διαφορῆσις ἄγει

εἰς μίαν ἐξίσωσιν τῆς πρώτης τάξεως περιεκτικὴν δύο μεταβλητῶν ψ' καὶ x , ἢ ψ' καὶ ψ . Εἰ δυνατόν εὑρεῖν τὸ ὀλοκληρωτικὸν ταύτης, ἀπαλείφομεν ἔπειτα ψ' μεταξὺ αὐτοῦ καὶ τῆς προτεθείσης, καὶ ἔχομεν οὕτω τὸ ζητούμενον γενικὸν ὀλοκληρωτικόν. Ἡ μέθοδος αὕτη ἄγει εἰς ἀπλοῦν τετραγωνισμόν ὅταν τὸ δεύτερον μέλος δὲν περιέχῃ ἢ-τὴν μεταβλητὴν ψ' .

454. Ἡ μέθοδος αὕτη ἐφαρμόζεται ἐπὶ τὴν ἐξίσωσιν

$$\psi = x\Sigma(\psi') + \sigma(\psi'), \quad \text{ἢ ἀπλούστερον} \quad \psi = Mx + N,$$

τῶν M, N , δηλούντων συνεκθέσεις οἰαςδήποτε τοῦ $\frac{\delta\psi}{\delta x}$ ἢ ψ' . Τῷ ὄντι, ἡ ἐξίσωσις αὕτη δίδει,

$$\delta\psi = M\delta x + x \frac{\delta M}{\delta \psi'} \delta \psi' + \frac{\delta N}{\delta \psi'} \delta \psi',$$

ἢ, ἐπειδὴ $\delta\psi = \psi' \delta x$,

$$(M - \psi') \delta x + x \frac{\delta M}{\delta \psi'} \delta \psi' + \frac{\delta N}{\delta \psi'} \delta \psi' = 0,$$

ἐμπεριλαμβάνεται δὲ ἐν τῇ μορφῇ τῆς ἐν §§ 427, 436, θεωρηθείσης ἐξισώσεως. Ἄρα, τὸ πρῶτον μέλος ἀποκατασταθῆσεται ὀλοκληρώσιμον πολυπλασιαζόμενον ἐπὶ τὸν παράγοντα

$$e^{\int \frac{\delta M}{M - \psi}}, \text{ τὸ δὲ ὀλοκληρωτικὸν αὐτοῦ ἔσεται:}$$

$$x + e^{-\int \frac{\delta M}{M - \psi}} \left(\int \frac{\delta N}{M - \psi} \cdot e^{\int \frac{\delta M}{M - \psi}} + \Lambda \right) = 0,$$

Λ οὔσης τῆς κατὰ βούλησιν ἀτρέπτου. Ὑπολείπεται ἤδη ἀπαλεῖψαι ψ' μεταξὺ τῆς ἐξισώσεως ταύτης καὶ τῆς προτεθείσης.

455. Ἐν περιπτώσει καθ' ἣν $\Sigma(\psi') = \psi'$, ἔχαμεν

$$\psi = \psi'x + \sigma(\psi').$$

Διαφορίζοντες λαμβάνομεν

$$0 = [x + \sigma'(\psi')] \delta\psi',$$

ἐξίσωσιν διττῶς ἐτυμωποιουμένην. Ὡς τούτοις

$$x + \sigma'(\psi') = 0, \quad \eta \quad \delta\psi' = 0.$$

Ἡ ἐξίσωσις $\delta\psi' = 0$ ὀλοκληρουμένη δίδει $\psi' = \Lambda$. Ἡ τιμὴ αὕτη τιθεμένη ἐν τῇ προτεθείσῃ ἀντὶ ψ', δίδει τὸ ζητούμενον γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν

$$\psi = \Lambda x + \sigma(\Lambda).$$

Τὸ ὀλοκληρωτικὸν τοῦτο εἶναι ἡ ἐξίσωσις γραμμῆς εὐθείας, ἥς τὴν κλίσιν ἐπὶ τὸν ἄξονα τῶν x ὀρίζει ἡ τῇ κατὰ βούλησιν ἀτρέπτῳ Λ διδομένη τιμὴ.

Λαμβάνοντες τὴν ἐξίσωσιν $x + \sigma'(\psi') = 0$ καὶ ἀπαλείφοντες ψ' μεταξὺ αὐτῆς καὶ τῆς προτεθείσης, μορφοῦμεν μὲν μίαν ἀρχικὴν ἐξίσωσιν, ἀλλ' ἡ ἐξίσωσις αὕτη, μὴ περιέχουσα ἀτρέπτου κατ' ἀρέσκειαν, ἔσεται μία λύσις μερικὴ, ἡ ὀλοκληρωτικὸν μερικὸν, κατὰ τὰ ἐν § 418 ρηθέντα. Τῷ ὄντι, ἡ τιμὴ τοῦ ψ' ἐξαγαμένη ἐκ τῆς τελευταίας ἐξισώσεως ἔσεται

συνέχουσις τις τῆς x, ἡ ἀπαλοιφὴ δὲ ὀδηγήσει εἰς τὸ αὐτὸ ἐξαγόμενον ὡς ἀντεισαγομένης τῆς συνεχέσεως ταύτης τῆς x ἀντὶ Λ ἐν τῷ γενικῷ ὀλοκληρωτικῷ. Ἄρα, ἡ λύσις ἣν λαμβάνομεν δὲν προκύπτει ἐκ τιμῆς τινος μερικῆς διδομένης τῇ ἀτρέπτῳ.

Βλέπομεν ἄλλως ὅτι, ἀπαλεῖψαι ψ' μεταξὺ

$$x + \sigma'(\psi') = 0, \quad \text{καὶ} \quad \psi = \psi'x + \sigma(\psi'),$$

εἶναι τὸ αὐτὸ ἀπαλεῖψαι Λ μεταξὺ

$$x + \sigma'(\Lambda) = 0, \quad \text{καὶ} \quad \psi = \Lambda x + \sigma(\Lambda).$$

Ἐπειδὴ δὲ $x + \sigma'(\Lambda)$ εἶναι ἡ παραγομένη τῆς $\Lambda x + \sigma(\Lambda)$, πρὸς Λ, κατανήσομεν εἰς τὴν μερικὴν λύσιν τῆς ἐξισώσεως ἥς $\psi = \Lambda x + \sigma(\Lambda)$ εἶναι τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν.

456. Ἐφαρμόσωμεν ἤδη τὴν προεκτεθείσαν μέθοδον ἐπὶ τὴν ἐπίλυσιν τινῶν προτάσεων γεωμετρικῶν.

457. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Καμπύλην εὐρεῖν ἐν ἣ τὸ γινόμενον τῶν ἀγομένων καθέτων ἀπὸ δύο σημείων μορτίμων ἐπὶ τὴν τυχοῦσαν αὐτῆς ἐφαπτομένην εἶη ἀμετάβλητον.

Καλοῦμεν 2γ τὸ ἀπ' ἀλλήλων ἀπόστημα τῶν δύο τούτων σημείων, καὶ ε² τὸ γινόμενον τῶν καθέτων. Λαμβάνομεν ὡς ἀρχὴν μὲν τὸ μέσον τοῦ ἀπ' ἀλλήλων ἀποστήματος τῶν δύο δοθέντων σημείων, ὡς ἄξονα δὲ τῶν x τὴν ζευγνύουσαν ταῦτα εὐθεΐαν. Ἡ ἔγνοια τοῦ προβλήματος ἀγεί ἀμέσως εἰς τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{(\psi - \psi'x)^2 - \gamma^2 \psi'^2}{1 + \psi'^2} = \pm \epsilon^2.$$

Τὸ μὲν ἀνώτερον σημεῖον συστοιχεῖ τῇ περιπτώσει καθ' ἣν τὰ δύο σημεῖα εἰσὶν ἐκ τοῦ αὐτοῦ μέρους τῆς ἐφαπτομένης, τὸ δὲ κατώτερον τῇ περιπτώσει καθ' ἣν κείνται ἐκ μερῶν διαφόρων.

Ἐκ τῆς ἐξισώσεως ταύτης συνάγομεν

$$(4) \quad \psi = \psi'x + \sqrt{(\gamma^2 \pm \epsilon^2) \psi'^2 \pm \epsilon^2}.$$

Φανερόν ὅτι τὸ ἐξαγόμενον τοῦτο εἶναι μερικὴ περίπτωση τῆς ἐξίσωσως [455],

$$\psi = \psi'x + \sigma(\psi').$$

Κατὰ τὴν γενικὴν μέθοδον λαμβάνομεν

$$(2) \quad \delta\psi' \left[x + \frac{\psi'(\gamma^2 \pm \epsilon^2)}{\sqrt{(\gamma^2 \pm \epsilon^2)\psi'^2 \pm \epsilon^2}} \right] = 0.$$

Καθιστῶμεν $\delta\psi' = 0$, ὅθεν $\psi' = A$. εἶτα ἀπαλοίφομεν ψ' μεταξὺ τῆς τελευταίας ἐξίσωσως ταύτης καὶ τῆς (1), καὶ οὕτω μορφοῦμεν τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν

$$\psi = Ax + \sqrt{(\gamma^2 \pm \epsilon^2)A^2 \pm \epsilon^2},$$

ἐμφαίνον ἀπειρίαν εὐθειῶν ἐφαπτομένων τῆς καμπύλης ἐχούσης ἐξίσωσιν τὴν

$$(3) \quad (\gamma^2 \pm \epsilon^2)\psi^2 \pm \epsilon^2x^2 = \pm (\gamma^2 \pm \epsilon^2)\epsilon^2.$$

Ἐὰν λάβωμεν τ' ἀνώτερα σημεῖα, ἡ καμπύλη αὕτη ἔσεται ἔλλειψις ἧς αἱ μὲν ἐστὶν εἰς τὰ δύο δοθέντα σημεῖα, ὁ δ' ἐλάσσων ἀξὼν ἴσος 2ϵ . Ἐὰν λάβωμεν τὰ κατώτερα σημεῖα, τῶν δύο δοθέντων σημείων ὄντων ἐκ διαφόρων μερῶν τῆς ἐφαπτομένης, αἱ κάθετοι εἰσὶν ἀμοιβαίως ἐλάσσονες τῶν τμημάτων τῆς ἴσης 2γ εὐθείας, ὅθεν προκύπτει $\gamma > \epsilon$. Ἄρα, ἡ καμπύλη εἶναι τότε ὑπερβολὴ ἔχουσα ἐστὶς τὰ δύο δοθέντα σημεῖα καὶ ἀξὼνα φανταστικὸν 2ϵ .

Ὁ δεύτερος παράγων τῆς ἐξίσωσως (2) δίδει ἐπίσης τὴν μερικὴν λύσιν, ὡς ἀπεδείχθη τοῦτο γενικῶς. Ἰσοῦντες αὐτὸν τῷ μηδενί, ἔχομεν

$$(4) \quad x + \frac{\psi'(\gamma^2 \pm \epsilon^2)}{\sqrt{(\gamma^2 \pm \epsilon^2)\psi'^2 \pm \epsilon^2}} = 0.$$

Ἡ τοῦ ψ' ἀπαλοιφή ἐκ τῶν ἐξίσωσως (1) καὶ (4), δίδει καὶ αὐθις τὴν ἐξίσωσιν (3), ὡς ἦτον ἐπόμενον.

Ἐν τῷ δε τῷ προβλήματι, ἡ καμπύλη ἦν ἐπρόκειτο ὀρίσαι, ἐδόθη, οὐχὶ ὑπὸ τοῦ γενικοῦ ὀλοκληρωτικοῦ, ἀλλ' ὑπὸ τῆς

μερικῆς λύσεως· ἐξ οὗ δεικνύται, ὅτι τῆς τελευταίας ταύτης ἡ ἔρευνα ἐστὶν οὐχ ἦττον οὐσιώδης τῆς πρώτης.

458. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Δίδονται δύο παράλληλοι, ἐφ' ἑκατέρας δ' αὐτῶν σημεῖον μόνιμον· ζητεῖται ἡ ἐξίσωσις καμπύλης τοιαύτης, ὥστε ἀγομένης αὐτῇ ἐφαπτομένης οἰαδήποτε, τὰ ὀριζόμενα τμήματα ἐφ' ἑκάστης παραλλήλου μεταξὺ τοῦ μόνιμου σημείου καὶ τοῦ σημείου συνδρομῆς αὐτῆς μετὰ τῆς ἐφαπτομένης τὰ δίδωσι γινόμενον ἀτρεπτον, ϵ^2 .

Ἐστω $2a$ τὸ ἀπ' ἀλλήλων ἀπόστημα τῶν δύο μόνιμων σημείων, ἐν τῷ μέσῳ τοῦ ὁποίου λαμβάνομεν τὴν ἀρχὴν, τὸν ἀξὼνα τῶν x κατὰ τὴν διεύθυνσιν αὐτοῦ, τὸν δὲ ἀξὼνα τῶν ψ παράλληλον τῶν δύο δοθεισῶν εὐθειῶν.

Κατὰ τὴν ἐκφώνησιν τοῦ προβλήματος μορφοῦμεν τὴν ἐξίσωσιν

$$(\psi - \psi'x)^2 - a^2\psi'^2 = \pm \epsilon^2.$$

Τὸ μὲν σημεῖον $+$ τοῦ δευτέρου μέλους ἀφορᾷ τὴν περίπτωσιν καθ' ἣν τὰ δύο τμήματα κεῖνται ἐκ τοῦ αὐτοῦ μέρους τοῦ ἀξὼνος τῶν x , τὸ δὲ σημεῖον $-$ τὴν περίπτωσιν καθ' ἣν ταῦτα κεῖνται ἐκ μερῶν διαφόρων.

Ἐκ μὲν τῆς ἀνωτέρω ἐξίσωσως λαμβάνομεν

$$\psi = \psi'x + \sqrt{a^2\psi'^2 \pm \epsilon^2}.$$

ἐκ ταύτης δὲ διαφορίζοντες,

$$\frac{\delta\psi'}{\delta x} \left(x + \frac{a^2\psi'}{\sqrt{a^2\psi'^2 \pm \epsilon^2}} \right) = 0.$$

Τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν λαμβάνομεν καθιστῶντες

$$\frac{\delta\psi'}{\delta x} = 0, \quad \text{ὅθεν} \quad \psi' = A.$$

Ἀντικαθιστῶντες δὲ A ἀντὶ ψ' ἐν τῇ διαφορικῇ ἐξίσωσιν τῆς καμπύλης, συνάγομεν

$$\psi = Ax + \sqrt{a^2A^2 \pm \epsilon^2},$$

Τὴν μερικὴν λύσιν λαμβάνομεν ἀπαλοιφῇ τοῦ ψ' μεταξὺ τῆς διαφορικῆς ἐξίσωσως τῆς καμπύλης καὶ τῆς ἀκολουθοῦ

$$x + \frac{a^2 \psi'}{\sqrt{a^2 \psi'^2 \pm b^2}} = 0.$$

Ὁ λογισμὸς οὗτος ἄγει εἰς τὴν ἐξίσωσιν

$$a^2 \psi^2 \pm b^2 x^2 = \pm a^2 b^2,$$

ἐμφαίνουσιν ἔλλειψιν ἢ ὑπερβολὴν ἐν τινι συστήματι διαμέτρων συζυγῶν ἀναφερομένην, ἐφ' ὅσον λάβωμεν τ' ἀνώτερα ἢ τὰ κατώτερα σημεία.

Τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν ἐμφαίνει ἀπάσας τὰς ἐφαπτομένας τῆς ἐτέρας τῶν καμπυλῶν τούτων.

459. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Καμπύλην εὐρεῖν ἐν ἣ ἀπασαι αὐτῆς ἀπὸ σημείου μονίμου δοθέντος ἀγόμεναι κάθετοι ἐπὶ τῶν ἐφαπτομένων αὐτῆς καὶ ὧσιν ἴσαι τῷ δοθέντι μήκει a .

Λαμβάνομεν ὡς ἀρχὴν τὸ μόνιμον σημεῖον. Εὐρίσκομεν ὅτι ἡ διαφορικὴ ἐξίσωσις τῆς ζητουμένης καμπύλης εἶναι

$$x d\psi - \psi dx = a \sqrt{dx^2 + d\psi^2}, \quad \text{ἢ} \quad \psi = \psi' x + a \sqrt{1 + \psi'^2}.$$

Ἐφαρμόζοντες τὴν μέθοδον εὐρίσκομεν ὅτι τὸ μὲν γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν εἶναι

$$\psi = Ax + a \sqrt{1 + A^2},$$

ἡ δὲ μερικὴ λύσις εἶναι κύκλος γραφόμενος κέντρῳ τῷ δοθέντι σημείῳ καὶ ἀκτίνῳ ἴσῳ a . Αἱ ὑπὸ τοῦ γενικοῦ ὀλοκληρωτικοῦ δηλούμεναι ἀπειροὶ εὐθεῖαι ἀπτονται ἀπασαι τοῦ δε τοῦ κύκλου.

460. ΠΡΟΒΛΗΜΑ. Καμπύλην εὐρεῖν τοιαύτην, ὥστε τὸ ἐφ' ἐκάστην τῶν ἐφαπτομένων αὐτῆς μέρος, ἀπολαμβανόμενον ὑπὸ δύο εὐθειῶν δεδομένων καὶ πρὸς ὀρθὰς τεμνομένων, καὶ ἴσῳται τῷ δοθέντι μήκει a .

Λαμβάνοντες τὰς δύο πρὸς ὀρθὰς τεμνομένας εὐθείας ὡς ἄξονας τῶν συντεταγμένων, κατανατῶμεν εἰς τὴν ἐξίσωσιν

$$\psi = \psi' x + \frac{a \psi'}{\sqrt{1 + \psi'^2}},$$

ἐν ἣ τὸ ριζικὸν ἐπιδέχεται τὸ διπλοῦν σημεῖον. Διαφορίζοντες αὐτὴν ἔχομεν

$$\delta \psi' \left[x + \frac{a}{(1 + \psi'^2)^{\frac{3}{2}}} \right] = 0.$$

Τὸ γενικὸν ὀλοκληρωτικὸν ἔσεται

$$\psi = Ax + \frac{aA}{\sqrt{1 + A^2}}.$$

Τὴν μερικὴν λύσιν εὐρίσκομεν ἀπαλοιφῇ τοῦ ψ' μεταξὺ τῆς διαφορικῆς ἐξίσωσως τῆς καμπύλης καὶ τῆς ἀκολουθοῦ

$$x + \frac{a}{(1 + \psi'^2)^{\frac{3}{2}}} = 0.$$

Κατὰ πρῶτον λαμβάνομεν

$$(1 + \psi'^2)^{\frac{3}{2}} = - \left(\frac{a}{x} \right)^{\frac{3}{2}},$$

ἀντισταθόντες δ' ἐν τῇ πρώτῃ,

$$\psi = \psi' x^{\frac{2}{3}} (x^{\frac{1}{3}} - a^{\frac{1}{3}}).$$

Ἐξάγοντες ἐκ ταύτης τὴν τιμὴν τοῦ ψ' καὶ καθιστῶντες αὐτὴν ἐν τῇ προηγουμένῃ, κατανατῶμεν εἰς τὴν ἐξίσωσιν

$$x^{\frac{2}{3}} + \psi^{\frac{2}{3}} = a^{\frac{2}{3}},$$

ἧς ἡ διασκόπησις εἶναι εὐκόλος.

461. Δείξομεν ἤδη ὅτι ἡ καμπύλη αὕτη, ἐπικυκλοειδῆς καλουμένη, εἶναι ἡ ἀπογεννωμένη ἐκ τινος σημείου κύκλου, ἔχοντος ἀκτῖνα ἴσην $\frac{2}{3} a$, κυλιομένου ἐσωτερικῶς ἐφ' ἑτέρου κύκλου οὗτινος ἡ ἀκτὶς ἰσοῦται a .

(Σχ. 77). Ἐστω ἀκτίς ἡ τυχούσα AB κύκλου γραφέντος ἀκτίνι ἴση α. Ἐπὶ διαμέτρου ΒΓ = $\frac{1}{2}$ AB γράφομεν κύκλον ἕτερον λαμβάνομεν τὸ τόξον BM ἴσον τῷ τόξῳ ΒΟ· τοῦ Ο ὄντος σημείου τινος μονίμου τοῦ πρώτου κύκλου. Τὸ σημεῖον Μ ἔσεται ἐπὶ τῆς περιῆς ὁ λόγος ἐπικυκλοειδοῦς, πρόκειται δὲ δεῖξαι ὅτι ἐπὶ τῆς ἐφαπτομένης αὐτῆς κατὰ τὸ τυχὸν σημεῖον Μ, τὸ ἀπολαμβάνομενον μέρος ἐν τῇ ὀρθῇ γωνίᾳ ΨΛΧ ἰσοῦται α.

BM οὕτως τῆς καθέτου ἐπὶ τὴν καμπύλην ταύτην, ἡ ἐφαπτομένη ἔσεται ΜΓ· πρόκειται δὲ δεῖξαι ὅτι AN = α.

Παρατηρητέον πρὸς τοῦτο ὅτι, κατὰ τὴν θεωρίαν τοῦ τῶν γωνιῶν μέτρου, συνεπέλα δὲ τῆς συνθήκης OB = BM, ἡ γωνία ΒΓΜ διπλασία ἐστὶ τῆς ΝΑΓ· ἐπομένως

$$ΝΑΓ = ΓΝΑ \cdot \quad \delta\theta\epsilon\nu \quad ΓΝ = ΓΑ.$$

Ὅμοιως δεικνύται ὅτι, ἡ γωνία ΑΓΒ διπλασία ἐστὶ τῆς ΑΑΓ· ἐπομένως ὅτι ΑΑΓ = ΑΔΓ· ὅθεν ΑΓ = ΑΓ, καὶ AN = α· ὅπερ ἐπρόκειτο δεῖξαι.

462. Πρὸς ἀσκήσιν προτείνομεν τελευταῖον.

Ἐύρεῖν καὶ ὀλοκληρῶσαι τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν τῆς τοῦ κύκλου ἐξειληγμένης,

$$\text{Ἄπ.} \quad (x\delta x + \psi\delta\psi)^2 = a^2(\delta x^2 + \delta\psi^2). \quad (1)$$

$$x \text{ συν} \frac{1}{a} \sqrt{x^2 + \psi^2 - a^2} + \psi \text{ ἢ} \mu. \frac{1}{a} \sqrt{x^2 + \psi^2 - a^2} = a. \quad (2)$$

Καὶ ἐν συντεταγμέναις πολικαῖς,

$$\omega = \frac{1}{a} \sqrt{\rho^2 - a^2} - \text{τόξ} \text{ συν} \frac{a}{\rho}. \quad (3)$$

Τ Ε Λ Ο Σ.

ΠΙΝΑΞ

ΤΩΝ ΕΜΠΕΡΙΕΧΟΜΕΝΩΝ.

ΜΕΡΟΣ ΠΡΩΤΟΝ.

ΔΙΑΦΟΡΙΚΟΣ ΛΟΓΙΣΜΟΣ.

	Σελ.
Α'. Περὶ τῶν συνεχθέσεων ἐν γένει. — Περὶ τῶν παραγομένων συνεχθέσεων καὶ περὶ τῶν διαφορικῶν.	3.
Β'. Περὶ διαφορίσεως τῶν ἀπλῶν συνεχθέσεων ἐκ μιᾶς μεταβλητῆς συγκροτουμένων.	12.
Γ'. Περὶ διαφορίσεως τῶν συνθέτων συνεχθέσεων· ἤτοι συνεχθέσεων ἐτέρων συνεχθέσεων μιᾶς μεταβλητῆς.	21.
Δ'. Χρῆσις τῶν προεκτεθέντων κανόνων.	24.
Ε'. Περὶ διαφορίσεως συνεχθέσεων συγκροτουμένων ἐκ πλειόνων μεταβλητῶν ἀνεξαρτήτων.	37.
ΣΤ'. Περὶ διαφορίσεως συνεχθέσεων συνεπτυγμένων.	43.
Ζ'. Περὶ διαφορικῶν διαφορῶν τάξεων τῶν συνεχθέσεων μιᾶς μεταβλητῆς.	49.
Η'. Περὶ διαφορικῶν τῶν διαφορῶν τάξεων τῶν ἀπλῶν συνεχθέσεων.	58.
Θ'. Περὶ διαφορικῶν τῶν διαφορῶν τάξεων συνεχθέσεων ἐκ πλειόνων μεταβλητῶν συγκροτουμένων.	66.
Ι'. Περὶ διαφορικῶν τῶν διαφορῶν τάξεων συνεχθέσεων συνεπτυγμένων.	72.
ΙΑ'. Περὶ μεταβολῆς τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς.	76.
ΙΒ'. Ἐκθεσις γενικὴ τοῦ ἐκτυλίγματος συνεχθέσεως τινος κατὰ τὰς ἀκραίας δυνάμεις τῆς μεταβλητῆς. — Θεώρημα τοῦ Τάϊλορ.	86.

	Σελ.
ΙΓ'. Περὶ τῶν περιπτώσεων καθ' ἃς, διὰ τινὰς ἰδιαι- τέρας τιμὰς τῆς μεταβλητῆς, ἡ σειρά τοῦ Τάυλορ δὲν δίδει τὸ ἐκτύλιγμα τῆς συνεκθέσεως.	92.
ΙΔ'. Περὶ διορισμοῦ τῶν μερικῶν τιμῶν συνεκθέσεων παρουσιαζομένων ὑπὸ τὰς μορφὰς $\frac{0}{0}$, $\frac{\infty}{\infty}$, $\infty \times 0$, 1^∞ , 0^0 , ∞^0 .	95.
ΙΕ'. Περὶ ἀναπτύξεως τῶν ἀπλῶν συνεκθέσεων μιᾶς μεταβλητῆς.	104.
ΙΣΤ'. Ἐπέκτασις τοῦ τύπου τοῦ Τάυλορ ἐπὶ συνεκθέ- σεων ἐκ πλειόνων μεταβλητῶν συγκροτουμένων.	109.
ΙΖ'. Περὶ μεγίστων καὶ ἐλαχίστων τῶν συνεκθέσεων. Περιπτώσεις καθ' ἃς ὑπάρχουσι σχέσεις τῶν μεταβλητῶν πρὸς ἀλλήλας.	112. 137.
ΙΗ'. Περὶ διαφορικῶν τοῦ ἐμβαδοῦ, τοῦ τόξου, καὶ τῆς κλίσεως καμπύλης ἐπιπέδου.	411.
ΙΘ'. Περὶ ἐπαφῆς τῶν ἐπιπέδων καμπυλῶν.	144.
Κ'. Περὶ ἐφαπτομένων καὶ καθέτων τῶν ἐπιπέδων καμπυλῶν.	149.
ΚΑ'. Θεωρία τῶν ἀσυμπτῶτων.	159.
ΚΒ'. Περὶ τοῦ φιλήτορος κύκλου. — Περὶ ἐνειλιγ- μένων τῶν ἐπιπέδων καμπυλῶν. Θεωρία τῶν ἐνειλιγμένων.	166. 172.
ΚΓ'. Περὶ πολικῶν συντεταγμένων.	180.
ΚΔ'. Περὶ σπειρῶν.	188.
ΚΕ'. Περὶ ἀσυμπτῶτων τῶν καμπυλῶν ἐν συντεταγ- μέναις πολικάις.	194.
ΚΣΤ'. Περὶ σημείων εἰδικῶν τῶν ἐπιπέδων καμπυλῶν: Σημεῖα καμπῆς. Σημεῖα ἀνακάμψεως. Σημεῖα πολλαπλαῖ. Σημεῖα μεμονωμένα. Σημεῖα γωνιώδη ἢ ἐξέχοντα. Σημεῖα ἀπότομα.	198. 199. 202. 205. 210. 213. 213.

ΜΕΡΟΣ ΔΕΥΤΕΡΟΝ.

Ο Λ Ο Κ Λ Η Ρ Ω Τ Ι Κ Ο Σ Δ Ο Φ Ι Σ Μ Ο Σ.

	Σελ.
Α'. Περὶ ὀλοκληρώσεως τῶν ἀπλουστάτων διαφορι- κῶν συνεκθέσεων μιᾶς μεταβλητῆς.	217.
Β'. Περὶ ὀλοκληρώσεως συνεκθέσεων λογικῶν, ὀλο- σχερῶν καὶ κλασματικῶν.	230.
Γ'. Περὶ ὀλοκληρώσεως τῶν ἀλγεβρικῶν ἐκμέτρων συνεκθέσεων.	249.
Δ'. Περὶ ὀλοκληρώσεως τῶν διωνύμων διαφορικῶν.	258.
Ε'. Περὶ ὀλοκληρώσεως τῶν λογαριθμικῶν, τῶν δεικτικῶν, καὶ τῶν κυκλικῶν συνεκθέσεων.	269.
ΣΤ'. Περὶ τῆς διὰ σειρῶν ὀλοκληρώσεως.	288.
Ζ'. Περὶ ὀλοκληρωτικῶν ὀρισμένων.	292.
Η'. Τετραγωνισμὸς τῶν ἐπιπέδων ἐπιφανειῶν.	301.
Θ'. Εὐθύνσις τῶν ἐπιπέδων καμπυλῶν.	314.
Ι'. Κυβισμὸς τῶν στερεῶν ἐκ περιστροφῆς.	324.
ΙΑ'. Τετραγωνισμὸς τῶν ἐπιφανειῶν ἐκ περιστροφῆς.	328.
ΙΒ'. Κυβισμὸς στερεῶν παντοίων σχημάτων.	334.
ΙΓ'. Περὶ συνθηκῶν ὀλοκληρωσιμότητος τῶν διαφορι- κῶν συνεκθέσεων τῆς πρώτης τάξεως, περιεκτι- κῶν πλειόνων μεταβλητῶν ἀνεξαρτήτων. — Ὀλοκλήρωσις τῶν συνεκθέσεων τούτων, ἐκπλη- ρουσῶν τὰς συνθήκας ὀλοκληρωσιμότητος.	344.
ΙΔ'. Περὶ ἐξισώσεων διαφορικῶν τῆς πρώτης τάξεως περιεκτικῶν δύο μεταβλητῶν.	355.
ΙΕ'. Περὶ ὀλοκληρώσεως ἐξισώσεων διαφορικῶν τῆς πρώτης τάξεως, ἐν αἷς ὁ διαφορικὸς συντελε- στης ὑπάρχει πρωτοβάθμιος. Περὶ τοῦ παράγοντος δι' οὗ ἐξίσωσις τις ἀπο- καθίσταται ὀλοκληρώσιμος.	363. 368.

	Σελί °
Θεώρημα τῶν ὁμογενῶν συνεκθέσεων. — Περι ὀλοκληρώσεως τῶν ὁμογενῶν συνεκθέσεων.	376.
ΙΣΤ'. Περι ἐξισώσεων διαφορικῶν τῆς πρώτης τάξεως, ἐν αἷς ὁ διαφορικὸς συντελεστὴς ὑπάρχει εἰς βαθμὸν ἀνώτερον τοῦ πρώτου.	387.
Πίνακες τρεῖς.	

