



# ΑΡΧΙΜΗΔΗΣ

ΜΗΝΙΑΙΟΝ ΠΕΡΙΟΔΙΚΟΝ ΣΥΓΓΡΑΜΜΑ

ΤΟΥ ΕΛΛΗΝΙΚΟΥ ΠΟΛΥΤΕΧΝΙΚΟΥ ΣΥΛΛΟΓΟΥ



ΕΤΟΣ ΙΑ΄.



ΑΘΗΝΑΙ, ΑΠΡΙΛΙΟΣ 1911



ΑΡΙΘ. 12.

## ΠΕΡΙΕΧΟΜΕΝΑ

Ἡλεκτρομηχανικοὶ παραλληλισμοὶ ὑπὸ Γ. Κ. Σαρροπούλου. (Συνέχεια ἐκ τοῦ προηγουμένου).

Περὶ τῆς δυνάμεως θεωρίας τῶν ἀτόμων ἐν τῇ κομογονίᾳ ὑπὸ Ἀθ. Καραγιαννίδου.

Ἐκδρομαὶ τοῦ Συλλόγου.

**Ποιήματα.** — Περὶ νέας συσκευῆς ἀπλουστάτης πρὸς παραγωγὴν τελείου κενοῦ. — Παρατηρήσεις τινὲς ἐπὶ τῆς καλλιέργειας τῶν ἐλαιοδένδρων ἐν Ἑλλάδι.

Βιβλιογραφία.

Πίναξ περιεχομένων τοῦ ἑνδεκάτου τόμου.

## ἩΛΕΚΤΡΟΜΗΧΑΝΙΚΟΙ ΠΑΡΑΛΛΗΛΙΣΜΟΙ

(Συνέχεια ἐκ τοῦ προηγουμένου.)

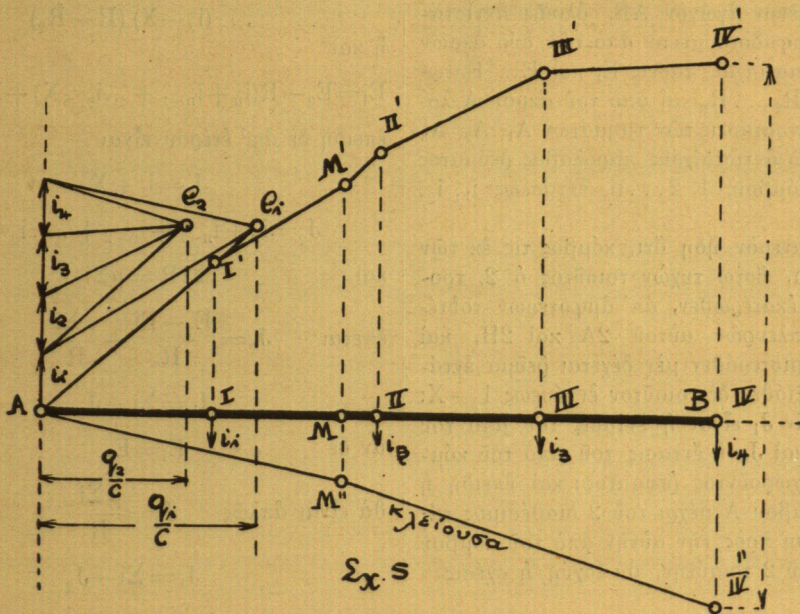
Ὅσον ἀφορᾷ τὰς κλίμακας παρατηροῦμεν ὅτι, ἂν  $\frac{1}{v}$  εἶναι ἡ κλίμαξ παραστάσεως τοῦ

μεγέθους  $\frac{q}{c}$ ,  $\frac{1}{\mu}$  ἢ κλίμαξ παραστάσεως τῶν μηκῶν  $l$ , καὶ  $\frac{1}{\xi}$  ἢ κλίμαξ παραστάσεως τῶν ῥευμάτων, ἡ κλίμαξ τῆς πτώσεως τάσεως  $e$  θὰ εἶναι:

$$\frac{1}{v} = \frac{1}{\frac{1}{\mu} \cdot \frac{1}{\xi}}$$

Ἡ μέθοδος αὕτη τοῦ γραφικοῦ προσδιορισμοῦ τῆς πτώσεως τάσεως ἐν δεδομένῳ ἄγωγῳ, δύναται νὰ ἐφαρμοσθῇ καὶ εἰς τὴν περίπτωσιν ἐκεῖνην ἀκόμη, καθ' ἣν ἡ διατομὴ αὐτοῦ δὲν εἶναι σταθερά.

Ἄν δὴλα δὴ ὑποθεθῇ ὅτι ὁ ἄγωγός AB (Σχ. 5) κέκτηται ἀπὸ A—Γ διατομὴν  $q_1$  καὶ ἀπὸ Γ—B διατομὴν  $q_2$ , εἶναι προφανές ὅτι

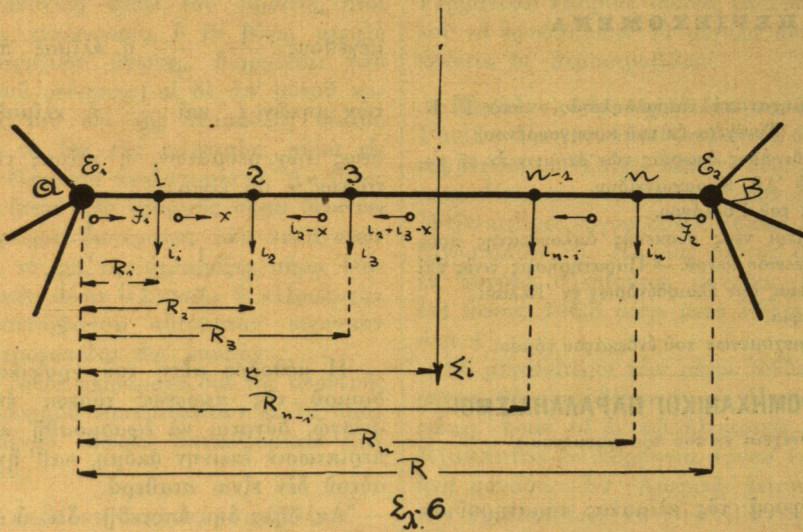


εις ἕκαστον τῶν ἐν λόγῳ τμημάτων θὰ ἀντιστοιχῆ ἴδιον πολύγωνον τῶν ρευμάτων μετὰ πολικῶν ἀποστάσεων  $\frac{Q_1}{c}$  καὶ  $\frac{Q_2}{c}$ .

Ἄπο τῶν ἐν λόγῳ πολυγώνων σχηματίζεται τὸ ἀντίστοιχον σχοινοειδές, ὡς ἐν τῷ σχήματι (5) φαίνεται, μετὰ κλειούσης οὐχὶ πλέον ὀριζοντίας, ὅπως καὶ ἐν τῇ προηγουμένη περιπτώσει, ἀλλὰ τοιαύτης τεθλασμένης (ἂφ' οὗ μετεβλήθη ἡ θέσις τῶν πόλων) ἧς αἱ πλευραὶ εἶναι παράλληλοι πρὸς τὰς ἀκτίνας  $C_1A$  καὶ  $C_2A$ , τεμνόμεναι ἐπὶ τῆς διὰ τοῦ σημείου  $M$  κατακορύφου κατὰ τὸ σημεῖον  $M''$ . Αἱ τεταγμέναι ἤδη τοῦ οὗτω σχηματισθέντος σχοινοει-

δοῦς ὡς πρὸς τὴν κλειούσαν, δίδουσιν ἡμῖν ὑπὸ τὴν ὑπολογιζομένην κλίμακα τὰς πτώσεις τάσεως κατὰ μῆκος τοῦ θεωρουμένου ἀγωγοῦ.

Περιπτώσεις μεγάλου ἐνδιαφέροντος, ἐφ' ὧν οἱ μηχανικοὶ παραλληλισμοὶ ἔχουσιν ὡς ἄμεσον ἀποτέλεσμα, τὴν ἐφαρμογὴν τῶν γνωστῶν μεθόδων τῆς γραφοστατικῆς, τοῦ προσδιορισμοῦ τῶν ῥοπῶν κάμψεως καὶ τῶν ἀντιδράσεων τῶν στηριγμάτων δοκοῦ, ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν μεμονωμένων δυνάμεων εὐρισκομένης καὶ εἰς δύο σημεῖα στηριζομένης, εἶναι ἐκεῖναι καθ' ἃς, ὁ θεωρηθῆις ἀγωγὸς δὲν τροφοδοτεῖται ἀπὸ τοῦ ἐνὸς ἄκρου του, ἀλλ' ἀπ' ἀμφοτέρων μετ' ἴσων ἢ ἀνίσων τάσεων.



Θεωρήσωμεν πρὸς τοῦτο τὸν ἐν τῷ σχήματι 6 παριστάμενον ἀγωγὸν  $AB$ , ὀλικῆς ἀντιστάσεως  $R$ , τροφοδοτούμενον ἀπὸ τῶν δύο ἄκρων του ὑπὸ ἀντιστοίχους τάσεις  $E_1$  καὶ  $E_2$ . Ἐστωσαν δὲ  $R_1, R_2 \dots R_n$  αἱ ἀπὸ τοῦ ἄκρου  $A$  λογιζόμεναι ἀποστάσεις τῶν τμημάτων  $A_1, A_2, A_3 \dots A_n$ , ὑπὸ ἀντιστοίχους παραλαβὰς ρεύματος κατὰ τοὺς κόμβους  $1, 2 \dots n$ , ἐντάσεως  $i_1, i_2, i_3 \dots i_n$ .

Εἶναι φανερὸν ἤδη ὅτι, κόμβος τις ἐκ τῶν  $1, 2, 3 \dots n$ , ἔστω τυχῶν τοιοῦτος ὁ  $2$ , τροφοδοτεῖται ἑκατέρωθεν, ἀπ' ἀμφοτέρων τούτέστιν τῶν πλευρῶν αὐτοῦ  $2A$  καὶ  $2B$ , καὶ ἔστω ὅτι ἀριστερόθεν μὲν δέχεται ρεῦμα ἐντάσεως  $X$ , δεξιόθεν δὲ τοιοῦτον ἐντάσεως  $1_2 - X$ : ἐπομένως ἂν  $J_1$  εἶναι ἡ ἔντασις τοῦ ἀπὸ τοῦ κόμβου  $A$  καὶ  $J_2$ , ἡ ἔντασις τοῦ ἀπὸ τοῦ κόμβου  $B$  ἀναχωροῦντος ρεύματος: καὶ ἐπειδὴ ἡ ἀπὸ τοῦ κόμβου  $A$  μέχρι τοῦ  $2$  διαθέσιμος τάσις εἶναι ἴση πρὸς τὴν αὐτὴν ἀπὸ τοῦ κόμβου  $B$  μέχρι τοῦ  $2$  τοιαύτην, θὰ ἰσχύη ἡ σχέσις

$$E_1 - i_1 R_1 - X R_2 = E_2 - i_n (R - R_n) \dots \dots (i_2 - X) (R - R_2) \quad (7)$$

ἢ καὶ  $E_1 = E_2 - R(i_n + i_{n-1} + \dots i_2 - X) + \Sigma i R \quad (7a)$

ἐπειδὴ δὲ ἀφ' ἑτέρου εἶναι  $J_1 = i_1 + X \quad (8)$

$$J_2 = i_n + i_{n-1} + i_{n-2} + \dots i_2 - X \quad (9)$$

καὶ  $\Sigma i R = \mu \Sigma i$

ἔπεται  $J_2 = \frac{E_2 - E_1}{R} + \frac{\mu \Sigma i}{R} \quad (10)$

$$J_1 = \Sigma i - J_2 \quad (11)$$

ἂν δὲ  $E_1 = E_2$

θὰ εἶναι ἀπλῶς  $J_2 = \frac{\mu \Sigma i}{R} \quad (12)$

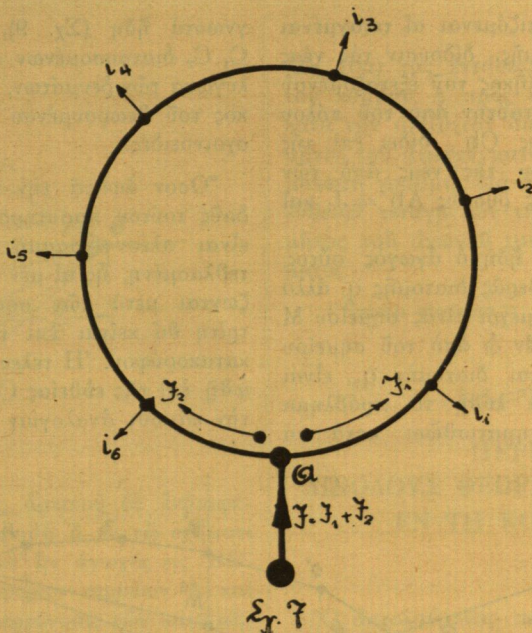
$$J_1 = \Sigma i - J_2 \quad (13)$$

Ἐκ τῶν σχέσεων (10) (11) παρατηροῦμεν ὅτι αἱ κατὰ τοὺς κόμβους 1 καὶ 2 ἐντάσεις τροφοδοτήσεως εἶναι ἄθροισμα δύο τοιούτων, τῆς μιᾶς  $\frac{E_2 - E_1}{R}$  προερχομένης ἐκ τῆς κατὰ τοὺς κόμβους A καὶ B διαφορᾶς τάσεων, καὶ τῆς ἐτέρας  $\frac{\mu \Sigma i}{R}$  δυναμένης νὰ θεωρηθῇ ὡς συνιστώσης τῆς ὅλης ἐντάσεως  $\Sigma i$  κατὰ τὸν κόμβον B.

Ἐν τῇ ἀπλοποιουμένη περιπτώσει  $E_1 = E_2$ , αἱ ἐντάσεις  $J_1$  καὶ  $J_2$  δύνανται νὰ θεωρηθῶσιν ὡς αἱ ἕξισώσεις (12) καὶ (13) δηλοῦσιν, ὡς συνιστώσαι τῆς  $\Sigma i$  κατὰ τὰ σημεῖα A καὶ B. Ἦτοι κατ' ἀμφοτέρας τὰς περιπτώσεις δυνάμεθα νὰ ὑποθέσωμεν τὰς διακλαδώσεις ἀντικαθιστώμέ-

νας ὑπὸ δυνάμεων ἐνεργοῦσῶν ἐπὶ δοκοῦ στηριζομένης κατὰ δύο σημεῖα A καὶ B, ἧς τὸ μῆκος εἶναι ἀνάλογον πρὸς τὴν ὅλην Ὡμειον ἀντίστασιν τοῦ ἀγωγοῦ, ἐν ἣ αἱ κατὰ τὰ σημεῖα ἀντιδράσεις ἐπηυξημένα κατὰ τὴν ποσότητα  $\frac{E_1 - E_2}{R}$  δίδουσι τὰς ἀντιστοίχους ἐντάσεις τροφοδοτήσεως τῶν ἐν τῷ μεταξὺ διακλαδώσεων.

Ἡ θεωρηθεῖσα περίπτωση τῶν ἴσων τάσεων τῶν ἄκρων ( $E_1 = E_2$ ) ταυτίζεται πρὸς τὴν τροφοδοτήσιν κλειστοῦ ἀγωγοῦ (Σχ. 7) ἀφ' ἐνὸς κόμβου A, ἀφ' οὗ οὗτος δύναται νὰ ὑποθεθῇ διὰ τὸν ὑπολογισμὸν τῶν ἀντιστοίχων ἐντάσεων  $J_1, J_2$  σχεζόμενος κατὰ τὸν αὐτὸν κόμβον.



Γραφοστατικῶς τὸ πρόβλημα τοῦτο τοῦ καθορισμοῦ τῶν ἐντάσεων  $J_1, J_2$ , ὅπως καὶ ἐκεῖνο τοῦ προσδιορισμοῦ τῶν πτώσεων τάσεως κατὰ μῆκος τοῦ ἀγωγοῦ AB δύναται νὰ λυθῇ, ἂν ἐπὶ εὐθείας (AB) (Σχ. 8) ληφθῶσιν ὑπὸ κλίμακα αἱ ἀντίστοιχοι ἀποστάσεις τῶν κόμβων διακλαδώσεως I II III IV ἀπὸ τοῦ ὡς ἀρχῆς θεωρουμένου ἄκρου τοῦ ἀγωγοῦ A, καὶ ἐπὶ τοῦ ἀναπτύγματος AB τοῦ ἀγωγοῦ τούτου σχηματισθῇ τὸ ἀντίστοιχον σχοινοειδὲς πολύγωνον, ἐκ τοῦ πολυγώνου τῶν ζευμάτων C  $i_1 i_2 i_3 i_4$ . Αἱ τεταγμένα τοῦ οὗτω σχηματιζομένου σχοινοειδοῦς μέχρι τῆς κλειούσης AB δίδουσι τὰ μεγέθη τῆς πτώσεως τάσεως κατὰ μῆκος τοῦ θεωρουμένου ἀγωγοῦ, ὑπὸ

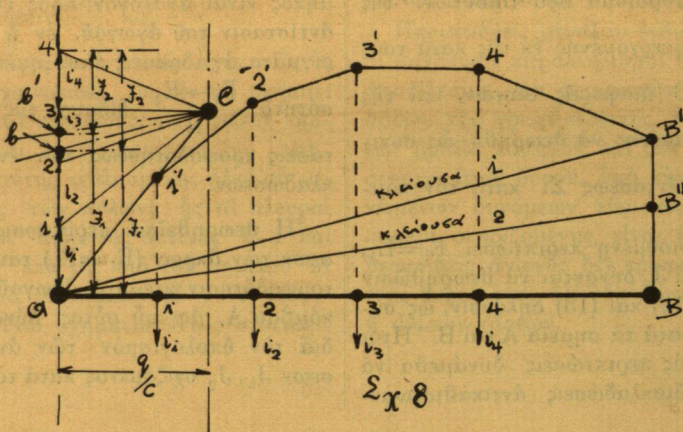
τὴν ἐκ τῆς προηγουμένης σχέσεως ὑπολογιζομένην κλίμακα, ἐν ᾗ ἢ ἀπὸ τοῦ πόλου C παρὰ ἄλληλος πρὸς τὴν κλείουσαν ταύτην, δίδει ἐπὶ τῆς διὰ τοῦ A κατακορυφου εἰς τὰ μεγέθη τῶν τμημάτων Ab καὶ Db τὰς ἐντάσεις ὅσεως  $J_1$  καὶ  $J_2$  ἀπὸ τῶν ἄκρων A καὶ B τοῦ ἀγωγοῦ τούτου.

Ταῦτα, ἐὰν βεβαίως αἱ κατὰ τὰ ἄκρα A καὶ B τάσεις εἶναι ἴσαι πρὸς ἀλλήλας, ἂν εἶναι τοῦτέστιν  $E_1 = E_2$ .

Ἄν ὅμως εἶναι  $E_1 > E_2$ , εἶναι τοῦτέστιν ἢ κατὰ τὸ ἄκρον A τάσις κατὰ V Βόλτ μείζων τῆς ἀντιστοίχου ἐν τῷ σημείῳ B, ἢ νέα κλείουσα τοῦ σχοινοειδοῦς θὰ εὐρεθῇ, ἂν ἀπὸ τοῦ σημείου B ληφθῇ ἐπὶ τῆς δι' αὐτοῦ κα-

τακορύφου υπό την αντίστοιχον κλίμακα τῶν τάσεων τμήμα τι B'B'' ἴσον πρὸς τὴν ὑπερο-

χὴν τάσεως V, τὸ δὲ σημεῖον B'' ἐνωθῆ δι' εὐθείας μετὰ τοῦ ἄκρου A. Ὡς πρὸς τὴν νέαν

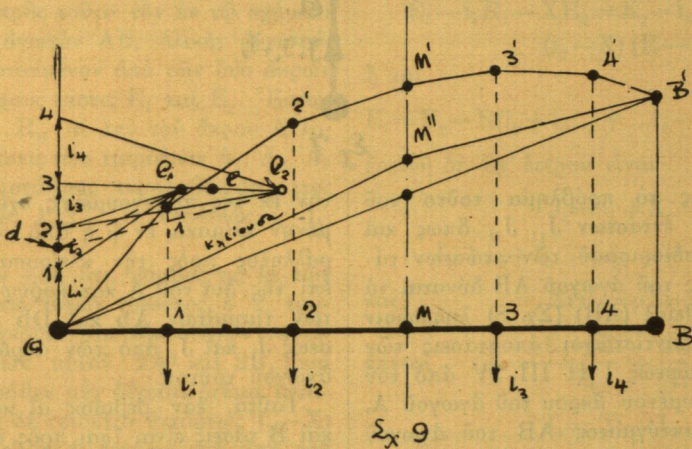


ταύτην κλείουσαν σχετιζόμενα αἱ τεταγμένα τῆς σχοινοειδοῦς γραμμῆς, δίδουσι τὰς νέας πτώσεις τάσεως κατὰ μήκος τοῦ ξεταζομένου ἄγωγου, ἐν ᾧ ἡ πρὸς ταύτην ἀπὸ τοῦ πόλου C ἀγομένη παράλληλος Ch', δίδει ἐπὶ τῆς διατοῦ A κατακορύφου τὰς νέας ἀπὸ τῶν ἄκρων A καὶ B ἐντάσεις ὀύσεως  $Ab' = J_1$  καὶ  $b'D = J_2$ .

Εἰς ἣν περίπτωσιν ἤδη ὁ ἄγωγός οὗτος, δὲν εἶναι τοιοῦτος σταθερᾶς διατομῆς q, ἀλλὰ ἀπὸ μὲν τοῦ ἄκρου A μέχρι τινος σημείου M κέκτηται διατομὴν  $q_1$ , ἐν ᾧ ἀπὸ τοῦ σημείου M μέχρι τοῦ B κέκτηται διατομὴν  $q_2$ , εἶναι δυνατόν καὶ πάλιν νὰ λυθῆ τὸ πρόβλημα γραφοστατικῶς, ἂν σχηματισθῶσι κατὰ τὰ

γνωστὰ ἤδη (Σχ. 9), ἀπὸ τῶν ἐπὶ εὐθείας  $C_1 C_2$  διατασομένων πόλων  $C_1$  καὶ  $C_2$  τὰ πολύγωνα τῶν ῥευμάτων, καὶ ἀπ' αὐτῶν κατὰ μήκος τοῦ θεωρουμένου ἄγωγου τὸ ἀντίστοιχον σχοινοειδές.

Ὅσον ἀφορᾷ τὴν κλειούσαν τοῦ σχοινοειδοῦς τούτου παρατηροῦμεν ὅτι, αὕτη δὲν θὰ εἶναι πλέον γραμμὴ εὐθεῖα, ἀλλὰ τοιαύτη τεθλασμένη, ἥς αἱ μὲν δύο κορυφαὶ θὰ ταυτίζονται μετὰ τῶν σημείων A καὶ B', ἡ δὲ τρίτη θὰ κεῖται ἐπὶ τῆς διὰ τοῦ σημείου M κατακορύφου. Ἡ τελευταία εὐρίσκεται ἂν ληφθῆ ἐπὶ τῆς εὐθείας  $C_1 C_2$  σημεῖον τι C κατὰ τὴν κάτωθι ἀναλογίαν



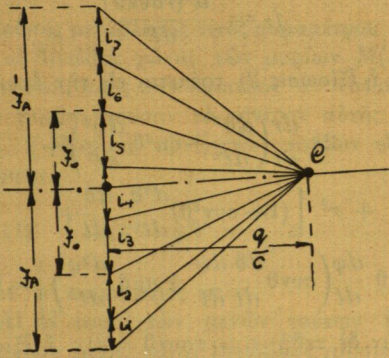
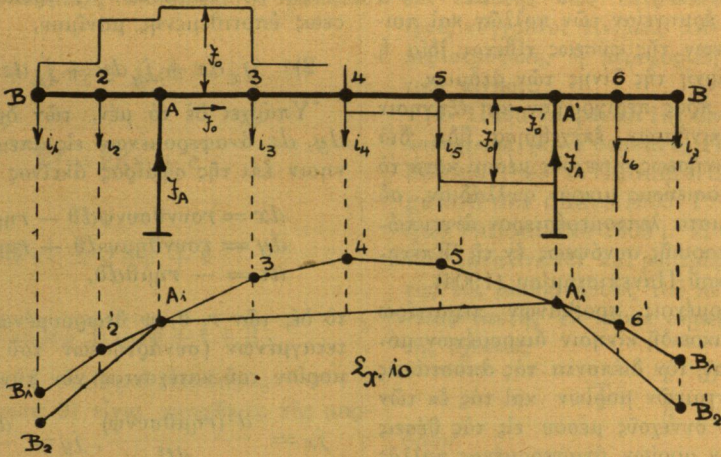
$$\frac{C_1 C_2}{C C_2} = \frac{q_1 l_2}{q_2 l_1}$$

καὶ ἀπὸ τοῦ ὡς βοηθητικοῦ πόλου θεωρουμένου σημείου C ἀχθῆ παράλληλος πρὸς τὴν

εὐθείαν AB'. Αὕτη θὰ τέμνη τὴν ἀπὸ τοῦ A κατακορύφου κατὰ τι σημεῖον d, ὅπερ δι' εὐθειῶν ἐνούμενον μετὰ τῶν πόλων  $C_1$  ἢ  $C_2$  δίδει τὰς διευθύνσεις τῶν πλευρῶν τῆς ζητουμένης τεθλασμένης κλειούσης. Αἱ ἀπὸ τῶν

ἄκρων Α' και Β' τούτέστι και πρὸς τὰς τελευταίας εὐθείας C<sub>1</sub>d και C<sub>2</sub>d ἀγόμεναι παράλ-

ληλοι αἵτινες τέμνονται κατὰ τι σημεῖον Μ' δίδουσιν ἡμῖν τὴν νέαν κλειούσαν.



(Σχ. 10α) τὰς ἐντάσεις τῶν ρευμάτων  $J_0$  ἀπὸ τοῦ κόμβου Α πρὸς τὸν κόμβον Α', και  $J'_0$  κατὰ τὴν ἀντίθετον διεύθυνσιν Α'Α. Ἡ κατὰ μήκος τοῦ ἀναπτύγματος τοῦ ἀγωγοῦ ΒΒ' κλιμακωτὴ γραμμὴ, διὰ τῶν ὡς πρὸς τὴν αὐτὴν εὐθείαν τεταγμένων της δίδει ἰδέαν τῆς κατὰ μήκος τοῦ ἀγωγοῦ τούτου διανομῆς τοῦ ρεύματος.

(Ἔπεται συνέχεια.)

Γ. Κ. ΣΑΡΡΟΠΟΥΛΟΣ

ΠΕΡΙ ΤΗΣ ΔΙΝΩΔΟΥΣ ΘΕΩΡΙΑΣ ΤΩΝ ΑΤΟΜΩΝ ΕΝ Τῇ ΚΟΣΜΟΓΟΝΙΑ

Περίπτωσης σύνθετος, ἀρκετοῦ δὲ ἐνδιαφέροντος δύναται νὰ θεωρηθῇ ἢ ἐν τῷ σχήματι (10) ἀπεικονιζομένη, καθ' ἣν ἀγωγός τις ΒΒ' τροφοδοτεῖται ἀπὸ διαφόρων σημείων Α και Α'. Ἡ γραφωστατικὴ διερεύνησις τῶν κατὰ μήκος αὐτοῦ πτώσεων τάσεως, ὅσον και τῆς ἐπ' αὐτοῦ διανομῆς τοῦ ρεύματος, δύναται νὰ γίνῃ πάλιν διὰ κατασκευῆς τοῦ σχετικοῦ πολυγώνου τῶν ρευμάτων ( $q = \text{σταθερὸν}$ ) ἀπὸ τινος πόλου C (Σχ. 10α) και τῶν ἀντιστοίχων σχοινοειδῶν διὰ τὰ τμήματα ΑΒ — ΑΑ' — Α'Β'. Ἐν τῷ σχοινοεδεῖ τούτῳ διακρίνομεν τρεῖς κλειούσας, τὴν ἐνοῦσαν τὰ σημεῖα Α<sub>1</sub> και Α' <sub>1</sub>, τὴν Α<sub>1</sub>' Β<sub>1</sub> παράλληλον πρὸς τὴν πλευρὰν C<sub>1</sub> τοῦ πολυγώνου τῶν ρευμάτων, και τὴν Α' <sub>1</sub> Β' <sub>1</sub> παράλληλον πρὸς τὴν πλευρὰν C<sub>2</sub> τοῦ αὐτοῦ πολυγώνου τῶν ρευμάτων.

Αἱ ἄκραι πλευραὶ τοῦ σχοινοειδοῦς εἶναι κατὰ σειρὰν ταῖς C<sub>2</sub> και C<sub>7</sub> παράλληλοι, ἐν ᾧ ἢ τῇ πρώτῃ κλειούσῃ Α<sub>1</sub> Α' <sub>1</sub> ἀγομένη παράλληλος C<sub>4</sub> ὀρῖζει ἐπὶ τῆς κατακορύφου τῶν ρευμάτων

Ὁ ἀσχολούμενος περὶ ὑποκείμενα τῆς Κοσμογονίας και παρατηρῶν μετὰ προσοχῆς τὴν τάξιν και ἀρμονίαν τὴν κρατοῦσαν ἐν τῇ ἐξελίξει τῶν πολλῶν και ποικίλων οὐρανίων φαινομένων πείθεται ἀμέσως περὶ τῆς ὑπάρξεως νόμων διεπόντων τὸν Κόσμον, περὶ τῆς δυνάμεως τῶν ἀριθμῶν, οὓς οἱ Πυθαγόρειοι ὡς φύσει πρώτους ἀρχὰς ἔθεντο διὰ ὄντων. Ἡ κίνησις τῶν οὐρανίων σωμάτων διακρίνεται εἰς τρεῖς μερικὰς κινήσεις, τὴν περιστροφικὴν, τὴν περιφορικὴν και τὴν μεταβατικὴν. Κατὰ τὸν νόμον τοῦ Newton ἐξηγεῖται κυρίως μόνον ἡ περιφορικὴ κίνησις και αὐτὴ κατὰ προσέγγισιν διὰ μεμονωμένα τοῦλάχιστον μέχρι τοῦδε σώματα. Ἡ δὲ ὑπόθεσις τοῦ Laplace περὶ Κοσμογονίας ἀπεδείχθη ὑπὸ πολλῶν κατὰ τοὺς τελευταίους τούτους χρόνους διὰ τοῦ λογισμοῦ