

# ΠΡΑΚΤΙΚΑ ΤΗΣ ΑΚΑΔΗΜΙΑΣ ΑΘΗΝΩΝ

ΣΥΝΕΔΡΙΑ ΤΗΣ 6<sup>ης</sup> ΝΟΕΜΒΡΙΟΥ 1952

ΠΡΟΕΔΡΙΑ ΕΜΜΑΝΟΥΗΛ Ι. ΕΜΜΑΝΟΥΗΛ

ΠΡΑΞΕΙΣ ΚΑΙ ΑΠΟΦΑΣΕΙΣ ΤΗΣ ΑΚΑΔΗΜΙΑΣ

ΑΝΑΚΟΙΝΩΣΕΙΣ ΜΕΛΩΝ

ΦΥΣΙΚΗ. — Περὶ τῶν φαινομένων τῶν ἡλεκτρικῶν ἐκκενώσεων, ὑπὸ<sup>1</sup>  
Βασιλείου Αἰγυιήτου<sup>2</sup>.

Ο ἡλεκτρικὸς σπινθῆρ καὶ ἴδιως οἱ ἀλλεπάλληλοι σπινθῆρες, ὑπὸ τοὺς συνήθεις ὅρους, εἶναι ἐν τῶν πολυπλοκωτέρων φαινομένων μὲ πληθώραν χαρακτήρων καὶ ἀνωμαλιῶν, ἐκ τῶν ὅποιων ἡ τελεία ἔξηγησις αὐτοῦ μεθ' ὅλων τῶν λεπτομερειῶν του εἶναι δυσχερής. Θὰ ἀναπτύξωμεν ζητήματά τινα, παρουσιασθέντα κατὰ τὰς ἔρευνας μας ἐπὶ τῶν ἀλλεπαλλήλων ἡλεκτρικῶν σπινθῆρων, τῶν ἔκρηγνυμένων εἰς τὸν ἀέρα ὑπὸ τοὺς συνήθεις ὅρους καὶ μεταξὺ δύο μεταλλικῶν ἡλεκτροδίων, λαμβάνοντες ὑπὲρ ὅψιν μίαν τῶν μᾶλλον ἐμπεριστατωμένων πειραματικῶν ἔργασιῶν, εἰς τὴν ὅποιαν ἐκτίθενται ἀνωμαλίαι καὶ ἀπορίαι καὶ θὰ παράσχωμεν τὴν κατὰ τὴν γνώμην μας ἔξηγησιν τούτων, ὡς καὶ τινῶν σημείων τῆς γενικῆς λειτουργίας τῶν σπινθῆρων, ἐπὶ τῇ βάσει τῶν ἡμετέρων πειραμάτων.

Παρατηρηθέντα φαινόμενα καὶ ὑποθέσεις. Εἰς τὴν ὥραίαν ἔργασίαν τοῦ G. Hemsalech «Recherches expérimentales sur les étincelles électriques» (1901) ἀναφέρονται τὰ ἐπόμενα :

1) Δύο φάσματα, ἀν καὶ φωτογραφούμενα ὑπὸ τοὺς αὐτοὺς ὅρους, οὐδέποτε σχεδὸν εἶναι ὅμοια μεταξύ των. \*Υπάρχουν πάντοτε λεπτομέρειαί τινες εἰς τὸ ἐν τῶν φασμάτων, αἱ ὅποιαι δὲν ὑφίστανται εἰς τὸ ἄλλο. Τοῦτο ἀποδίδεται ὑπὸ τοῦ Hemsalech εἰς πιθανὴν ἀνώμαλον λειτουργίαν τοῦ διακόπτου τοῦ ἐπαγγεικοῦ πηνίου (σελ. 49).

\* BASILE EGINITIS: Sur les phénomènes des décharges électriques.

2) Ἐκ τῶν φασματικῶν γραμμῶν τῶν σπινθήρων δὲ Hemsalech θεωρεῖ (σελ. 129) ώς πιθανὴν τὴν ὑπαρξίν εἰς αὐτοὺς τριῶν διαφόρων θερμοκρασιῶν: τὴν θερμοκρασίαν τοῦ ὀλκοῦ, ἡ δοποίᾳ εἶναι ἡ μεγαλυτέρα ὄλων, τὴν θερμοκρασίαν τοῦ μεταλλικοῦ ἀτμοῦ, διὰ τοῦ ὅποιου διέρχονται οἱ ταχεῖς παλμοὶ καὶ τὴν ἔτι μικροτέραν θερμοκρασίαν τῆς κυρίως αἴγλης (ἔξωτερικὸν τμῆμα τῆς αἴγλης). Ως φασματικάς δὲ γραμμάς, ἀντιστοιχούσας εἰς τὰ τρία ταῦτα τμήματα ἀναγράφει τὰς γραμμάς τοῦ ἀέρος (φωτεινὸς ὀλκός), τὰς μεταλλικὰς γραμμάς ψηλῆς θερμοκρασίας (ταχεῖς παλμοὶ ἐντὸς τοῦ μεταλλικοῦ ἀτμοῦ) καὶ τὰς μεταλλικὰς γραμμάς χαμηλῆς θερμοκρασίας (κυρίως αἴγλη), θεωρεῖ δὲ ώς πιθανὸν ὅτι ἡ δευτέρα φάσις τῆς ἐκκενώσεως (παλμοὶ ταχεῖς ἐντὸς τοῦ μεταλλικοῦ ἀτμοῦ) ὀφείλεται εἰς θερμοκρασίαν ὑψηλοτέραν τῆς τοῦ βολταϊκοῦ τόξου οὔτως, ὥστε, ἐὰν δι’ αὐξήσεως τῆς αὐτεπαγωγῆς τοῦ κυκλώματος αὐξηθῇ ἀρκετὰ καὶ ἡ διάρκεια τῆς ἐκκενώσεως, εἶναι βέβαιον ὅτι ἡ θερμοκρασία τῆς δευτέρας ταύτης φάσεως θὰ ἐλαττωθῇ, ἀλλ’ ἡ θερμοκρασία ὀλοκλήρου τῆς αἴγλης θὰ αὐξηθῇ καὶ θὰ πλησιάσῃ πιθανῶς τὴν τοῦ τόξου. Εἰς τὴν πιθανότητα ταύτην ἡχθῇ ἐκ τῆς παραβολῆς τῶν φασμάτων τῶν ἡλεκτρικῶν σπινθήρων καὶ τοῦ τόξου, ἀν καί, ὡς λέγει, τὰ δύο ταῦτα φάσματα δὲν εἶναι ἐντελῶς ὅμοια (σελ. 129). Τέλος, νομίζει (σελ. 131), ὅτι ἡ θερμοκρασία τοῦ ἀτμοῦ εἰς τοὺς σπινθῆρας δὲν δύναται νὰ ὑπερβῇ κατὰ πολὺ τὴν τοῦ τόξου.

3) Ἐκ τῆς ἔξετάσεως τῶν φασμάτων τῶν σπινθήρων διὰ τῶν μετάλλων Fe, Ni, Mn καὶ Co θεωρεῖ ὅτι ἡ λειτουργία τῶν σπινθήρων γίνεται ώς ἔξῆς (σελ. 127): «Διὰ τῶν μετάλλων τούτων ἡ αἴγλη ἔχει μεγάλην ἔκτασιν καὶ ἐὰν δι’ αὐξήσεως τῆς αὐτεπαγωγῆς αὐξηθῇ καὶ ἡ διάρκεια τῆς ἐκκενώσεως, δὲ μεταλλικὸς ἀτμὸς θὰ ἔχῃ τὸν ἀπαιτούμενον χρόνον διὰ νὰ διαχυθῇ, στιγμάς τινας μετὰ τὴν ἀρχικὴν ἐκκένωσιν, ἐντὸς τοῦ μεταξὺ τῶν δύο ἡλεκτροδίων χώρου. Ὁ ἀτμὸς αὐτὸς θὰ σχηματίσῃ λοιπὸν «ἀγωγὸν γέφυραν» διὰ τοὺς παλμοὺς καὶ ὀλόκληρος ἡ ἐνέργεια τῶν παλμῶν τούτων δύναται νὰ χρησιμοποιηθῇ πρὸς θέρμανσιν ἢ διέγερσιν κατ’ ἄλλον τρόπον, τὸν ὅποιον ἀκόμη δὲν γνωρίζομεν<sup>1</sup>, τῶν συστατικῶν τῆς ὑλῆς, ἐκ τῆς δύοις ἀποτελεῖται δὲ μεταλλικὸς ἀτμός. Ἔπομένως δὲ ἡλεκτρικὸς σπινθήρ, δὲ ἐκρηγνύμενος μεταξὺ τῶν ορθέντων μετάλλων ὅμοιάς εἰ πολὺ πρὸς τὸ βολταϊκὸν τόξον. Πρόγραμμα, σχεδὸν δαι τοι φασματικὰ γραμμαὶ τῶν μετάλλων τούτων, αἵ ὅποιαι εἶναι ἐντατικαὶ εἰς τὸ τόξον, ἀλλ’ ἀσθενεῖς εἰς τὸν σπινθῆρα, αὐξάνουν κατ’ ἐντασιν διὰ τῆς αὐξήσεως τῆς αὐτεπαγωγῆς, αἵ δὲ γραμμαί,

<sup>1</sup> Η περίφημος θεωρία τοῦ Boehr, ἡ ἔξηγοςα τὰ τοιαῦτα φαινόμενα, ἐδημοσιεύθη μετὰ πολλὰ ἔτη (1913).

αἱ ὁποῖαι εἶναι ἀσθενεῖς ἢ ἐλλείπουν εἰς τὸ τόξον, ἀλλ᾽ εἶναι ἰσχυραὶ εἰς τὸν συνήθη σπινθῆρα, ἔξασθενοῦν διὰ τῆς αὐτεπαγωγῆς».

4) Διὰ τὴν παραγωγὴν σπινθῆρων διὰ *Ni* παρατηρεῖ τὰ ἔξῆς (σελ. 75). «Πρὸς ἐπιτυχίαν καλῶν σπινθῆρων (τόσον συνήθων, ὅσον καὶ παλλομένων) μεταξὺ ἡλεκτροδίων ἐκ *Ni* εἶναι προτιμοτέρα ἡ χρῆσις ἡλεκτροδίων μεγάλης διαμέτρου (3 ἔως 4 χιλιοστῶν) σύρματα ἔξ ἐνὸς ἢ δύο χιλιοστῶν διαμέτρου δὲν δίδουν ἴκανοποιητικὰ ἀποτελέσματα».

5) Εἰς τὰ φάσματα τῶν μετάλλων διακρίνομεν γραμμὰς «μακράς», ἦτοι διηκούσας ἀπὸ τοῦ ἐνὸς ἡλεκτροδίου μέχρι τοῦ ὄλλου, καὶ γραμμὰς «βραχείας», αἱ ὁποῖαι εὑρίσκονται μόνον πλησίον τῶν ἡλεκτροδίων (σελ. 42) . . . ‘Η ἔξασθενησις, λέγει (σελ. 46), μιᾶς μεταλλικῆς γραμμῆς ἐκ τῆς ἐπιδράσεως τῆς αὐτεπαγωγῆς γίνεται καθισταμένης τῆς γραμμῆς ταύτης ἐπὶ μᾶλλον καὶ μᾶλλον «βραχείας» οὕτως, ὥστε τὰ τελευταῖα ἵχνη αὐτῆς ἐκδηλοῦνται ὡς φωτεινὰ σημεῖα ἐπὶ τῶν ἀκρων τῶν ἡλεκτροδίων.

Αἱ ἐνισχυόμεναι γραμμαὶ εἶναι δῆλαι «μακραὶ» καὶ παραμένουν ἐπίσης μακραὶ εἰς τὸν παλλόμενον σπινθῆρα. Τὰ ἀποτελέσματα ταῦτα μᾶς δεικνύουν ὅτι ὑπάρχουν μεταβολαὶ πολὺ μεγάλαι μεταξὺ τοῦ φάσματος τοῦ συνήθους σπινθῆρος καὶ τοῦ παλλομένου, τοῦ λαμβανομένου διὰ τοῦ πηνίου 0,00286 henry, ἀλλὰ μετὰ τὴν τιμὴν ταύτην τῆς αὐτεπαγωγῆς καὶ μέχρι τῆς τιμῆς 0,0419 henry αἱ παρατηρούμεναι μεταβολαὶ εἶναι πολὺ βραδύτεραι.

6) Εἰς τὴν περίπτωσιν χαλκίνων ἡλεκτροδίων παρετήρησεν ἀνωμαλίας εἰς τὴν παραγωγὴν σπινθῆρων (σελ. 52). «Μὲν ἡλεκτρόδια ἐκ *Mn*, λέγει (σελ. 70), εἶναι δύσκολον νὰ ληφθοῦν καλοὶ σπινθῆρες διακοπτόμενοι. Τὸ μέταλλον εἶναι λίαν εὔθραυστον καὶ τμῆματα μεταλλικὰ ἀποσπῶνται εἰς μέγαν ἀριθμὸν σχηματίζοντα ἀγωγὸν νέφος μεταξὺ τῶν δύο ἡλεκτροδίων οὕτως, ὥστε ἡ ἐκκένωσις τοῦ πυκνωτοῦ εἶναι πρόωρος, δηλαδὴ ὁ πυκνωτὴς ἐκκενοῦται πεὶν ἢ φορτωθῆ τελείως ὑπὸ τοῦ ἐπαγωγικοῦ πηνίου. ‘Η θέα τοῦ σπινθῆρος τόσον τοῦ συνήθους, ὅσον καὶ τοῦ παλλομένου εἶναι δπως ἡ τοῦ συνεχοῦς φεύγομενος ἐκκενώσεως». Διὰ τούτων ὁ *Hemsalech* φαίνεται ὅτι διέκρινε τὴν ἐπίδρασιν τῆς φύσεως τῶν ἡλεκτροδίων ἐπὶ τῆς παραγωγῆς τῶν σπινθῆρων.

7) Ἐπὶ τοῦ τρόπου τῆς ἐργασίας του παρατηροῦμεν τὰ ἔξῆς: α) Συνήθως εἰργάσθη μὲ σπινθῆρας κατακορύφως ενδισκομένους, ἀλλ᾽ ἐνίστεται ἐτοποθέτει τοὺς σπινθῆρας ὁρίζοντίως (σελ. 45). β) Πρὸς παραβολὴν τοῦ φάσματος τῶν συνήθων σπινθῆρων πρὸς τὸ τῶν παλλομένων (χρῆσις αὐτεπαγωγῆς) ἐκρησιμοποίει σύρτην ἐπὶ τῆς σχισμῆς τοῦ φασματοσκοπίου διὰ τοῦ σύρτου τούτου διήρει τὸ εἴδωλον τοῦ σπινθῆρος εἰς δύο μέρη καὶ ἐφωτογράφει ἐπὶ τῆς αὐτῆς πλακός πρω-

τον τὸ φάσμα τοῦ ἐνὸς ἡμίσεος καὶ κατόπιν τὸ τοῦ ἔτέρου ἡμίσεος.

Τέλος, παρετηρήθησαν καὶ ὑπὸ ἄλλων ἀνωμαλίαι τινὲς εἰς τὸ σχῆμα τῶν γραμμῶν τῶν φασμάτων τῶν σπινθήρων, αἱ ὅποιαι ἀπεδόθησαν εἰς κακὴν τοποθέτησιν τῶν φωτογραφικῶν πλακῶν

Σημειωτέον ὅτι γενικῶς τὸ φάσμα, τὸ ἐκπεμπόμενον ὑπό τινος στοιχείου ἔξαρταται ἐκ τοῦ τρόπου διεγέρσεως. Ἡ διάκρισις εἰς φάσματα τόξου καὶ σπινθῆρος εἶναι παλαιά· τὰ φάσματα ταῦτα ἀποδίδονται νῦν, τὰ μὲν τοῦ τόξου εἰς τὸ οὐδέτερον ἀτομον, τὰ δὲ τοῦ σπινθῆρος εἰς τὸ ιοντισμένον ἀτομον. Τέλος τὰ μόρια δύνανται ἐπίσης νὰ δώσουν φάσματα ταινιῶν καὶ συνεχῆ. Αἱ ὀνομασίαι φάσματα τόξου καὶ φάσματα σπινθῆρος, αἱ ὅποιαι διατηροῦνται ἀκόμη, προηλθον ἐκ τοῦ ὅτι πρὸς παραγωγὴν τῶν φασμάτων τούτων γίνεται συνήθης χρῆσις ἀντιστοίχως τόξου ἢ σπινθῆρος.

*Ἀνωμαλίαι τοῦ σχήματος τῶν γραμμῶν παὶ αἴτια αὐτῶν.* Συγχρόνως μὲ τὰς πρώτας δημοσιεύσεις ἡμῶν ἐπὶ τῶν ἡλεκτρικῶν σπινθῆρων, ἐκρηγγυνυμένων μεταξὺ δύο μεταλλικῶν ἡλεκτροδίων, συνεζητεῖτο ἡ αἴτια ἀνωμαλιῶν τινῶν εἰς τὸ σχῆμα τῶν μεταλλικῶν γραμμῶν τοῦ φάσματος τῶν σπινθῆρων. Εἰδικῶς δὲ εἶχε παρατηρηθῆ τότε, ὅτι εἰς τινας περιπτώσεις μεταβολῆς τῆς αὐτεπαγωγῆς τοῦ κυκλώματος τῆς ἐκκενώσεως, αἱ γραμμαὶ τοῦ φάσματος δὲν εἶχον τὸ αὐτὸν πλάτος καθ' ὅλον τὸ μῆκος των οὕτως, ὥστε ἐλάμβανον αὗται σχῆμα τριγωνικὸν ἐν εἴδει βελόνης, ἥτοι τὸ πλάτος των ἔβαινεν ἐλαττούμενον συνεχῶς ἀπὸ τοῦ ἐνὸς ἄκρου των πρὸς τὸ ἔτερον, τὸ ὅποιον ἦτο ὁξύ. Ἀλλὰ καὶ ἡ ἔντασις ἔβαινεν ἐλαττούμενην. Πέραν τοῦ ὁξέος ἄκρου ἡ γραμμὴ δὲν ὑφίστατο πλέον, δηλαδὴ δὲν κατέληγεν εἰς τὸ ἄλλο ἡλεκτρόδιον.

Τὸ φαινόμενον προσκάλεσε τὴν ἐπανάληψιν τῶν σχετικῶν πειραμάτων καὶ ἀπεδόθη εἰς κακὴν τοποθέτησιν τῆς φωτογραφικῆς πλακούς, δι' ᾧ εἶχε ληφθῆ τὸ φάσμα, καθόσον, κατά τινας ἐπαναλήψεις ὑπὸ τὰς αὐτάς, ὡς ἐπιστεύετο, περιστάσεις, αἱ γραμμαὶ δὲν ἔνεφανίζοντο ὑπὸ τριγωνικὸν σχῆμα, ἀλλ' ἐλάμβανον τὴν συνήθη γραμμικὴν κατάστασιν ἀπὸ τοῦ ἐνὸς ἡλεκτροδίου μέχρι τοῦ ἔτέρου μὲ τὴν αὐτὴν ἔντασιν καὶ τὸ αὐτὸν πλάτος καθ' ὅλον τὸ μῆκος των.

Κατὰ τὰς ἐρεύνας ἡμῶν εἴχομεν τότε ἔξετάσει τὸ ζήτημα τοῦτο διὰ τῆς ἔξαριθμώσεως ὑπὸ μεγέθυνσιν κατάλληλον τοῦ σχήματος τῆς αἴγλης τῶν σπινθῆρων, ἡ ὅποια δίδει τὰς μεταλλικὰς γραμμὰς, καὶ ἐπείσθημεν ὅτι ἡ προηγουμένη, ὡς καὶ ἄλλαι τοιαῦται ἀνωμαλίαι τοῦ σχήματος τῶν γραμμῶν τοῦ φάσματος, εἶναι πραγματικαὶ καὶ διφείλονται οὐχὶ εἰς κακὴν τοποθέτησιν τῶν φωτογραφικῶν πλακῶν ἀλλ' εἰς τὴν σύστασιν αὐτῶν τῶν σπινθῆρων. Παρετηρήσαμεν μάλιστα καὶ ἴδιαιτέρας περιπτώσεις ἀξίας προσοχῆς, ὅφειλομένας εἰς τὴν αὐτὴν αἴτιαν.

Πράγματι, τὸ σχῆμα τῶν ἀλληλοιαδόχων σπινθήρων μεταβάλλεται, ώς ἀνεπτύξαμεν εἰς προηγουμένας δημοσιεύσεις μας, μετὰ τῶν ὅρων τῆς ἐκκενώσεως, ἔξαρτώμενον ἐκ τῆς φύσεως, τῆς θερμοκρασίας καὶ τῶν διαστάσεων τῶν ἡλεκτροδίων, ἐκ τῆς ἀποστάσεως τούτων, ἐκ τῆς αὐτεπαγωγῆς τοῦ κυκλώματος τῆς ἐκκενώσεως κλπ. 'Υπὸ τοὺς συνήθεις ὅρους τὸ σχῆμα τῆς αἴγλης εἶναι λίαν ἀνώμαλον καὶ διάφορον ὑπὸ τὰς αὐτὰς περιστάσεις ἔνεκα τῆς βιαστητος μεθ' ἣς γίνεται ἡ ἔκρηξις τῶν τοιούτων σπινθήρων, εἰς τοὺς ὅποιους τὸ μεγαλύτερον ποσὸν ἐνεργείας καταναλίσκεται στιγμαίως εἰς τὴν πρώτην φάσιν τῆς ἐκκενώσεως, τὸν δλκόν.

Τούναντίον, διὰ τῆς αὐξήσεως τῆς αὐτεπαγωγῆς L τοῦ κυκλώματος τῆς ἐκκενώσεως, ἡ αἴγλη τῶν σπινθήρων, ἡ δροία δίδει τὰς μεταλλικὰς γραμμὰς τοῦ φάσματος, λαμβάνει ὠρισμένα κανονικὰ σχετικῶς σχήματα. Οὕτω διὰ διαφόρων τιμῶν τῆς L καὶ τῆς ἀποστάσεως τῶν ἡλεκτροδίων, δυνάμεθα νὰ λάβωμεν σπινθήρας ὑπὸ σχῆμα ἔλλειψοειδές, σφαιρικόν, κωνικόν, γραμμικὸν κλπ. Φωτογραφίας σχετικὰς ἔδημοσιεύσαμεν ἥδη<sup>1</sup>. Εἰς τὰς φωτογραφίας ταύτας βλέπει τις τὰ τοιαῦτα ποικύλα σχήματα.

<sup>2</sup> Άλλα καὶ ἡ κατάστασις τῶν φασματικῶν γραμμῶν τῶν σπινθήρων ποικίλει, ἔξαρτωμένη ἐπίσης ἐκ τῶν ὅρων τῆς ἐκκενώσεως. Εἰς τοὺς ὑπὸ συνήθεις ὅρους σπινθήρας ἐκάστη μεταλλικὴ γραμμὴ εἶναι τῆς αὐτῆς ἐντάσεως καὶ τοῦ αὐτοῦ πλάτους καθ' ὅλον τὸ μῆκος τῆς καὶ διήκει ἀπὸ τοῦ ἐνὸς ἡλεκτροδίου μέχρι τοῦ ἄλλου, ἀν καὶ εἰς τὸ αὐτὸν φάσμα δυνατὸν νὰ ὑπάρχουν καὶ γραμμαὶ «βραχεῖαι». Διὰ τῆς εἰσαγωγῆς ὅμως πηνίων αὐτεπαγωγῆς ὠρισμένων τιμῶν καὶ μὲν ὠρισμένα ἡλεκτρόδια αἱ φασματικαὶ γραμμαὶ λαμβάνουν ἐνίστε σχῆμα τριγωνικὸν ἢ τέλος ἐμφανίζονται ὡς σημεῖα λάμποντα (περίπτωσις C) πλησίον τῶν δύο ἡλεκτροδίων (δύο ἄκρα τῆς θέσεως ἐκάστης γραμμῆς τοῦ φάσματος).

Τὴν προσοχήν μας ὅμως ἐκίνησεν ἔξαιρετικῶς μία περίπτωσις, καθ' ἥν τὸ ἐν ἡλεκτρόδιον ἀπετελεῖτο ἐκ σύρματος Al, τὸ δὲ ἔτερον ἥτο ἔξ Hg, εύρισκομένου ἐντὸς μικροῦ ὑαλίνου σωλῆνος. Εἰς τὴν περίπτωσιν ταύτην ἡ αὔξησις τῆς L προϋκάλεσε τὴν διαίρεσιν ἐκάστης φασματικῆς γραμμῆς εἰς δύο μέρη ἐκ τῶν δροίων τὸ μὲν ἐν ἥτο μεγάλης ἐντάσεως καὶ πλατύ, τὸ δὲ ἔτερον ἥτο λίαν ἀσθενὲς καὶ λεπτόν. Τὸ πλατὺ μέρος ἀπετέλει ἐπίμηκες δρόμογώνιον οὗτως, ὅστε ἡ μετάβασις ἀπὸ τοῦ ἐνὸς τμήματος γραμμῆς τινος εἰς τὸ ἄλλο ἥτο ἀπότομος.

Αἱ προηγούμεναι ἀνωμαλίαι σχήματος, ἐντάσεως καὶ γενικῶς καταστάσεως

<sup>1</sup> Annales de l'Observatoire National d'Athènes. Τόμος IV 1905, ὡς καὶ εἰς τὴν ἀνακοίνωσίν μας τῆς 27 Μαρτίου 1952 (σχ. 1 - 4). (Πρακτ. Ἀκαδ. Ἀθ. τόμ. 27 (1952) 155 ἔξ.).

τῶν φασματικῶν γραμμῶν προύκάλεσαν τότε τὴν προσοχήν μας καὶ τὴν ἀναζήτησιν τῆς ἔξηγήσεώς των διὰ παραβολῆς πρὸς τὴν κατάστασιν τῶν ἀντιστοίχων σπινθήρων. Πρὸς τοῦτο ἐλάβομεν τὰς φωτογραφίας τῶν σπινθήρων ὑπὸ μεγέθυνσιν. Εἰς τὰς οὕτω ληφθείσας ἀμέσους φωτογραφίας τὰ ἡλεκτρόδια ἥσαν σύρματα ἐκ Fe διαμέτρου ἐνὸς περίπου χιλιοστοῦ (βλ. σχήματα ἀνακοινώσεώς μας κατὰ τὴν συνεδρίαν τῆς 27 Μαρτίου 1952 τῆς Ἀκαδημίας Ἀθηνῶν<sup>1</sup>). Εἰς τὰ σχήματα ταῦτα παραπέμπομεν κατωτέρῳ).

Ἐξετάζοντες τὰς φωτογραφίας ταύτας παρετηρήσαμεν ὅτι αἱ τριγωνικαὶ γραμμαὶ προέρχονται ἐκ σπινθήρων, τῶν ὁποίων ἡ αἴγλη ἔχει κωνικὸν σχῆμα καὶ ἔντασιν μειουμένην ἀπὸ τῆς βάσεως πρὸς τὴν κορυφὴν τοῦ κώνου (Σχ. 3). Ἡ τοιαύτη κατάστασις μορφῆς καὶ ἔντασεως τῆς αἴγλης εἶναι ἐπόμενον, ὅτι ὃν ἔδιδε γραμμὰς τριγωνικοῦ σχήματος (τομὴ τοῦ κώνου καθέτως ἐπὶ τῆς βάσεως του). Ἡ ἐναλλαγὴ τῶν γραμμῶν, ὅτε ὡς κανονικῶν, ὅτε ὡς τριγωνικῶν, ὑπὸ τοὺς αὐτοὺς φαινομενικῶς ὅρους ἐκκενώσεως, προήρχετο ἀσφαλῶς οὐχὶ ἐκ κακῆς τοποθετήσεως τῆς φωτογραφικῆς πλακός, ἀλλ' ἐκ μεταβολῆς τῶν ὅρων τούτων, τὴν ὁποίαν δὲν ἀντελήφθη ὁ ἐρευνητής. Οὕτως, ἐὰν ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου τῆς σχισμῆς τοῦ φασματοσκοπίου προβληθοῦν οἱ σπινθήρες ὑπὸ μεγέθυνσιν, ἡ κατάστασις τῶν γραμμῶν τοῦ φάσματος ἔξαρταται ἐκ τοῦ τιμήματος τῶν κωνικῶν σπινθήρων, τὸ ὁποῖον συμπίπτει μετὰ τῆς σχισμῆς. Μία τομὴ κατὰ τὸν ἄξονα τῶν κωνικῶν σπινθήρων, προσπίπτουσα ἐπὶ τῆς σχισμῆς, δύναται νὰ δώσῃ κανονικὴν γραμμὴν ὑπὸ τοὺς αὐτοὺς λοιποὺς ὅρους τῆς παρατηρήσεως. Ἀλλὰ καὶ ἄνευ μεγέθύνσεως τὸ αὐτὸν δύναται νὰ συμβῇ, ἀρχεῖ δὲ πρὸς τοῦτο μικρὰ μετάθεσις κατὰ τὸν ἄξονα τῆς κωνικῆς αἴγλης. Ἀλλῃ αἰτίᾳ, ἡ ὁποία διέφευγε τῆς προσοχῆς τῶν ἐρευνητῶν, εἶναι ἡ ἔξη. Ὡς ἀπεδείξαμεν<sup>2</sup>, μικρὰ μεταβολὴ τῆς θεομοκρασίας τῶν ἡλεκτροδίων δύναται νὰ προκαλέσῃ τὴν προηγουμένην ἀνωμαλίαν. Ἐνεκα τούτων δὲ ὑπεδείξαμεν τοὺς ἀναγκαίους ὅρους, ὑπὸ τοὺς ὁποίους πρέπει νὰ γίνωνται αἱ φασματικαὶ ἡ καὶ ἄλλαι ἐρευναὶ ἐπὶ τῶν σπινθήρων, ἵνα αὗται εἶναι εὔσταθεῖς. Αἱ μεταγενέστεραι θεωρητικαὶ καὶ πειραματικαὶ ἐργασίαι ἐπεβεβαίωσαν τοὺς ὅρους τούτους.

Τὸ ἐξ αὐτῶν συμπέρασμα εἶναι ὅτι ἐκ τῆς μὴ τελείας δμοιότητος ὅλων τῶν μερῶν τῆς αἴγλης ἡ ἐκ τῆς μεταβολῆς τῆς θεομοκρασίας τῶν ἡλεκτροδίων ἔξηγεται, διατὶ δύο φάσματα, φωτογραφούμενα ὑπὸ τοὺς αὐτοὺς φαινομενικῶς ὅρους,

<sup>1</sup> Πρακτ. Ἀκαδημ. Ἀθηνῶν, τόμ. 27 (1952) 160.

<sup>2</sup> «Ἀθηνᾶ», τόμ. 15 (1903) σ. 190 κέξ.

δὲν εἶναι πάντοτε δμοια, ὡς γράφει ὁ Hemsalech. Ἱδιαιτέρως, ἐκ τῆς ἔξετάσεως τῶν φασμάτων, διάφοροι θεωροῦνται ὡς πιθανήν, δύποτε εἰδομεν, τὴν ὑπαρξίαν εἰς τὴν αἴγλην δύο μερῶν διαφόρων θεομοκρασιῶν, ἥτοι τὴν θεομοκρασίαν τοῦ μεταλλικοῦ ἀτμοῦ, διὰ τοῦ δποίου διέρχονται οἱ ταχεῖς παλμοί καὶ τὴν θεομοκρασίαν τῆς κυρίως αἴγλης, κατωτέραν τῆς προηγουμένης. Ἐν τούτοις ὁ Hem-salech, ἃν καὶ ἐθεώρησεν ὡς πιθανήν τὴν διαφορὰν ταύτην τῶν ἰδιοτήτων ἐκάστου τῶν μερῶν τῶν σπινθήρων, προκειμένου νὰ παραβάλῃ τὸ φάσμα τῶν συνήθων σπινθήρων πρὸς τὸ φάσμα τῶν δι' αὐξήσεως τῆς L λαμβανομένων, ἐφωτιγράφησεν, ὡς εἰδομεν, τὰ φάσματα δύο διαφόρων μερῶν τῆς αἴγλης τῇ βοηθείᾳ σύρτου, διὰ τοῦ δποίου διήρησε τὴν σχισμὴν καὶ τὸ εἰδωλον τῶν σπινθήρων εἰς δύο μέρη. Ἐπίσης, δὲν δύναται τις νὰ ὑποστηρίξῃ ἀσφαλῶς ὅτι τὰ ἀποτελέσματα ἐρεύνης τῶν σπινθήρων θὰ εἶναι τὰ αὐτὰ εἴτε εἶναι αὖται κατακόρυφοι, εἴτε εἶναι δριζόντιοι, καθόσον αἱ δύο ἀντίστοιχοι τομαὶ τῶν σπινθήρων δὲν εἶναι βέβαιον ὅτι εἶναι τελείως δμοιαι. Ἐκτὸς τούτου, ἡ θεομοκρασία τῶν ἡλεκτροδίων δὲν εἶναι βέβαιον ὅτι παραμένει σταθερὰ κατὰ τὴν διάρκειαν τῶν δύο φωτογραφιῶν.

Ίδιαιτέρως δύμας ἀνεξηήσαμεν τὴν ἐξήγησιν τῆς οηθείσης περιπτώσεως Al-Hg, τὴν δποίαν θὰ ἀναπτύξωμεν λεπτομερῶς. Εἰς τὴν περίπτωσιν ταύτην παρετηρήσαμεν ὅτι ἡ ἔκρηκις τῶν σπινθήρων προσύκαλε τὸν διασκορπισμὸν λεπτοτάτων σταγονιδίων Hg, ἐκ τῶν δποίων τινὰ προσεκολλῶντο ἐπὶ τοῦ ἐξ Al ἥλεκτροδίου. Τοιουτορόπως, διά τινας τιμᾶς τῆς L, αἱ φασματικὰ γραμμαὶ τοῦ Hg παρήγοντο καὶ ἐκ τῶν δύο ἥλεκτροδίων, ἐνῷ αἱ τοῦ Al ἐξηλείφθησαν. Ἀλλὰ τὸ μὲν ἥλεκτροδίον Al, ἔχον μικρὰν ποσότητα Hg (σταγονίδια οὐχὶ πυκνά), παρεῖχε μικρὰν ποσότητα ἀτμῶν Hg, ἐνῷ τὸ ἥλεκτροδίον Hg ἐξέπειπτε μεγάλην ποσότητα ὑδοαργυρικῶν ἀτμῶν.

Αλλά, ώς γνωστόν, τὸ πλάτος τῶν φασματικῶν γραμμῶν ἔξαρταται ἐκ τῆς πυκνότητος τοῦ ἀερίου ή τοῦ μεταλλικοῦ ἀτμοῦ, ἐκ τοῦ ὅποίου ἀποτελεῖται ἡ φωτεινὴ πηγή. Ἡ αὐξῆσις τῆς πυκνότητος αὐξάνει τὸ πλάτος τῶν γραμμῶν εἴτε συμμετρικῶς εἴτε ἀσυμμέτρως. Ἡ ἀσύμμετρος δὲ αὐξῆσις γίνεται συνήθως πρὸς τὰ μεγάλα μήκη κύματος. Εἰς τὴν περίπτωσίν μας Al-Hg τὸ πλάτος τοῦ ἡμίσεος γραμμῆς τίνος ἐφαίνετο συμμετρικὸν δις πρὸς τὸ ἔτερον ἥμισυν. Ἡ διαφορὰ πυκνότητος τῶν περὶ τὰ ἡλεκτρόδια ἀτμῶν Hg προσκάλεσε τὸ ἐκτεθὲν φαινόμενον. Καὶ οἱ μὲν πυκνοὶ περὶ τὰ ἡλεκτρόδιον Hg ἀτμοὶ παρέσχον γραμμὰς πλατείας καὶ μεγάλης ἐντάσεως, τούναντίον δὲ οἱ περὶ τὰ ἡλεκτρόδιον Al ἀτμοὶ παρέσχον γραμμὰς λεπτὰς καὶ μικρᾶς ἐντάσεως.

Τέλος, ή ἀπότομος μετάβασις ἐκ τοῦ λεπτοῦ ἡμίσεος γραμμῆς τυνος εἰς τὸ

πλατὺ ἥμισύ της πόθεν προέρχεται; Κατὰ τὰς ἐρεύνας μας εἴχομεν παρατηρήσει πολλάκις ὅτι τὸ σχῆμα τῆς αἴγλης, λίαν ἀνώμαλον εἰς τοὺς συνήθεις σπινθῆρας, καθίστατο σχετικῶς κανονικὸν διὰ τῆς αὐξήσεως τῆς L.

Διά τινας τιμᾶς ταύτης τὸ σχῆμα ἐφαίνετο συνήθως ἐλλειψοειδὲς ἢ καὶ σφαιρικὸν ἦτοι συμμετρικὸν ὡς πρὸς τὰ δύο ἡλεκτρόδια περὶ τὰ ὄποια τὰ φαινόμενα εἶναι ὅμοια καθόσον οἱ σπινθῆρες διὰ τῆς L ἐγίνοντο παλλόμενοι. Διὰ τῆς βαθμιαίας ὅμως αὐξήσεως τῆς ἀποστάσεως τῶν ἡλεκτροδίων τὸ ἐλλειψοειδὲς σχῆμα ἐστενοῦτο ἐπὶ μᾶλλον καὶ μᾶλλον περὶ τὸ μέσον του καὶ τέλος κατέληγεν εἰς τὸν σχηματισμὸν δύο σφαιρῶν περὶ τὰ δύο ἡλεκτρόδια, τοῦθ' ὅπερ κατεδείκνυεν ὅτι ἐν ἀρχῇ οἵ δύο αὗται σφαῖραι συνέπιπτον ἐν μέρει καὶ προσύκαλουν τὴν ἐντύπωσιν ἐλλειψοειδοῦς. Ἡ βαθμιαία αὐξήσις τῆς ἀποστάσεως τῶν ἡλεκτροδίων ἀπεχώρησε τὰς δύο σφαιράς. Εἰς τὴν περίπτωσιν Al-Hg, ἡ διαίρεσις ἔκαστης γραμμῆς εἰς δύο τμήματα διαφόρου πάχους, διαγραφόμενα ἀποτόμως, διφείλεται εἰς τὸν σχηματισμὸν πέριξ τῶν δύο ἡλεκτροδίων δύο σφαιροειδῶν νεφῶν ἐξ ἀτμῶν Hg, διαφόρου πυκνότητος καὶ ἐν ἐπαφῇ, συνέπεσε δὲ νὰ προβληθῇ ἐπὶ τῆς σχισμῆς τοῦ φασματοσκοπίου ἡ κατακόρυφος, ἡ διερχομένη διὰ τοῦ σημείου τῆς συνεπαφῆς τῶν δύο φωτεινῶν σφαιρῶν.

Διὰ τῆς μεταβολῆς τῆς θερμοκρασίας τῶν ἡλεκτροδίων ἐξηγεῖται, διατὶ πρὸς ἐπιτυχίαν καλῶν σπινθῆρων (τόσον συνήθων, ὅσον καὶ παλλομένων) εἶναι προτιμότερα ἡ χοῆσις ἡλεκτροδίων μεγάλης διαμέτρου (3 τούλαχιστον χιλιοστῶν)· σύρματα ἐξ ἐνὸς ἢ δύο χιλιοστῶν δὲν δίδουν ἴκανοποιητικὰ ἀποτελέσματα. Πράγματι, τὰ ἡλεκτρόδια μεγάλης διαμέτρου δὲν φθάνουν εἰς θερμοκρασίας ὑψηλάς, π. χ. λευκοπυρώσεως τῶν ἀκρων των, ἐνῷ τὰ σύρματα μικρᾶς διαμέτρου λευκοπροσθίνονται καὶ τήκονται καὶ τὸ φάσμα τῶν σπινθῆρων των δὲν εἶναι οὔτε ἴκανοποιητικόν, οὔτε εὐσταθές. Εἰς τὰ σύρματα δὲ ταῦτα παρατηροῦνται σαφῶς τὰ ἐξετασθέντα ὑφ' ἡμῶν φαινόμενα καὶ ἡ κρίσιμος θερμοκρασία, ἐνῷ εἰς τὰ ἡλεκτρόδια μεγάλης διαμέτρου, τὰ ὄποια ἐξητάσαμεν διὰ θερμοηλεκτρικῆς λαβίδος, ἡ θερμοκρασία παρέμεινε σχετικῶς χαμηλὴ καὶ οὐδέποτε ἐφθασεν εἰς τὴν κρίσιμον τιμήν της, διὸ καὶ δὲν παρετηρήθη αὕτη κατὰ τὰς μετρήσεις μας.

Ἐξ ὅσων ἐξεθέσαμεν προηγούμενως ἐξηγοῦνται πολλαὶ ἀνωμαλίαι τῶν φασμάτων καὶ διαφοραὶ μεταξὺ τῶν ἀποτελεσμάτων διαφόρων ἐρευνητῶν. Εἴναι φανερὸν ὅτι ἡ κατὰ μέρη ἐξέτασις τῶν σπινθῆρων ἐπιβάλλεται κατὰ τὰς ἐρεύνας ἐπὶ τῆς συστάσεως καὶ τοῦ τρόπου παραγωγῆς τῶν φωτεινῶν καὶ λοιπῶν φαινομέρων των. Ἐκ τούτου, τῇ ὑποδείξει ἡμῶν, κατεσκευάσθη ὑπὸ τοῦ οἶκου Ducretet τῶν Παρισίων ὕδιον σπινθηρόμετρον, διὰ τοῦ ὅποιου εἶναι δυνατὸν νὰ ἐξετασθοῦν οἱ σπινθῆρες τμηματικῶς εἴτε κατὰ πλάτος εἴτε κατὰ μῆκος αὐτῶν

διὰ μεταθέσεως τῶν ἡλεκτροδίων, ὡς καὶ τῆς μεταβολῆς τῆς ἀποστάσεώς των, διὰ μακροῦ μοχλοῦ ἀνευ μετακινήσεως τοῦ παρατηρητοῦ. Διὰ τοῦ αὐτοῦ ὁργάνου τὰ ἡλεκτρόδια καὶ ὁ σπινθήρ δύνανται νὰ λάβουν οἰανδήποτε κλίσιν ὡς πρὸς τὴν κατακόρυφον.

**Φύσις τῶν κρατήρων καὶ παραγωγὴ τῶν ἀτμῶν.** Ἰδιαιτέραν καθ' ἡμᾶς σημασίαν ἔχουν τὰ λάμποντα σημεῖα ἐπὶ τῶν μὴ λευκοπυρωμένων (ψυχρῶν) μερῶν τοῦ λευκοπυρουμένου ἡλεκτροδίου (Σχ. 3-4), τὰ δόποια ἀποτελοῦν κρατήρας ἐκπομπῆς φωτεινῶν ἀτμῶν. Παρόμοια εἶναι τὰ σημεῖα, εἰς τὰ δόποια καταλήγουν αἱ γραμμαὶ τῶν φασμάτων, ὅταν διὰ μεταβολῆς τῆς L καθίστανται αὗται ἐπὶ μᾶλλον καὶ μᾶλλον βραχύτεραι. Π.χ. δι᾽ ἡλεκτροδίων ἐκ Συ παρετηρήσαμεν ὅτι ἔκαστη φασματικὴ γραμμὴ κατέληγεν εἰς δύο λίαν φωτεινὰ σημεῖα ἀντίστοιχοῦντα εἰς τὰ ἄκρα τῶν δύο ἡλεκτροδίων, ἡ δὲ φασματικὴ γραμμή, ἀσθενεστάτῃ καὶ μόλις διακρινομένη (ὕπαρξις λίαν ἡρασιωμένου ἀτμοῦ), συνέδεε τὰ ἀντίστοιχα δύο λαμπρὰ σημεῖα τοῦ φάσματος. Διὰ τὴν ἔξετασιν τῆς καταστάσεως τῶν ἡλεκτροδίων εὔχομεν λάβει φωτογραφίας ὑπὸ μεγέθυνσιν καὶ ἀλλας μὲ διαφόρους τιμὰς τῆς L ἐπὶ τῆς αὐτῆς φωτογραφικῆς πλακὸς δι᾽ ἡλεκτροδίων Fe καὶ Pt. (Σχ. 1 καὶ 2).

Ποία ἡ φύσις τῶν κρατήρων τῶν λαμπρῶν τούτων σημείων; Πρόκειται περὶ λευκοπυρωμένων στερεῶν μερῶν τῆς ἐπιφανείας τοῦ ἡλεκτροδίου ἢ περὶ ἀμέσου παραγωγῆς φωτεινοῦ ἀτμοῦ ἐπὶ τῆς ἐπιφανείας ταύτης; Ἡ φασματικὴ ἔξετασις ἀποδεικνύει ὅτι τὰ λαμπρὰ σημεῖα ἀποτελοῦνται ἐκ φωτεινῶν πυκνῶν ἀτμῶν διότι τὸ φάσμα των δὲν ἀποιείται ἐκ συνεχοῦς λεπτῆς ταινίας, ὡς θὰ συνέβαινεν, ἐὰν τὰ λαμπρὰ σημεῖα προήρχοντο ἐκ λευκοπυρωθέντων στερεῶν μερῶν, ἀλλ᾽ ἀποτελεῖται ἐκ φωτεινῶν σημείων εὐρισκομένων ἀκριβῶς εἰς τὰς θέσεις τῶν φασματικῶν γραμμῶν τοῦ ἡλεκτροδίου. Ἡ δὲ διάμετρος τῶν σημείων τούτων τοῦ φάσματος, σχετικῶς μεγάλη, δεικνύει ὅτι ὁ ἀτμὸς τῶν ἀντίστοιχων σημείων τοῦ ἡλεκτροδίου εἶναι πυκνὸς καὶ λίαν φωτεινός. Τοιουτορόπως καταλήγομεν εἰς βασικὸν διὰ τὸν τρόπον τῆς παραγωγῆς τῶν τοιούτων ἀτμῶν συμπέρασμα, ὅτι οὗτοι προέρχονται ἐκ τῆς ἐπιφανείας τοῦ ἡλεκτροδίου εἰς κατάστασιν φωτεινή, ἵτοι ἐν διεγέρσει. Ἀξιον προσοχῆς εἶναι ὅτι ἡ παρατηρουμένη κωνικὴ αἴγλη ἔχει τὴν βάσιν της μόνον ἐπὶ τοῦ ἐπιπέδου ἄκρου τοῦ ψυχροῦ ἡλεκτροδίου, τοῦ ἐκτεθειμένου εἰς τὸν βομβαρδισμὸν τῶν ἰόντων τοῦ λευκοπυρωμένου ἡλεκτροδίου.

Τούναντίον, προκειμένου περὶ τῶν συνήθων σπινθήρων, ὅτε τὰ ἡλεκτρόδια εἶναι γενικῶς ψυχρά, ἡ παραγωγὴ ἀτμῶν (αἴγλη) προέρχεται, ὡς φαίνεται καὶ ἐκ τῆς ἀποσπάσεως μορίων ἐκ τῶν ἡλεκτροδίων, ὑπὸ τῶν βιαίως ἔξερχομένων ἡλεκτροδίων διὰ τῆς ἐνεργείας τοῦ μεγάλου δυναμικοῦ. Ἀμέσως ὅμως μετὰ

τὸν ὄλκὸν ἡ συγχρόνως μετ' αὐτοῦ ἐκπέμπονται καὶ ὀλίγοι ἀτμοί, καθ' ὃν τρόπον εἴδομεν προηγουμένως. Τοιουτορόπως, οἵ μετὰ τὸν ὄλκὸν παραγόμενοι βραδεῖς παλμοὶ τῆς ἐκκενώσεως ἰοντίζουν καὶ διεγείρουν τοὺς ἀτμοὺς καὶ προκαλοῦν τὸν σχηματισμὸν τῆς αἰγλῆς, ὡς ἀναφέρει καὶ ὁ Hemsalech (σ. 127): ὡς εἴδομεν δὲ καὶ εἰς τὴν περίπτωσιν τῆς λευκοπυρώσεως τοῦ ἐνὸς ἡλεκτροδίου συμβαίνει ἀπόσπασις τμημάτων τοῦ τετηγμένου ἄκρου του, τὰ δύοια κατόπιν, εὐρισκόμενα μεταξὺ τῶν δύο ἡλεκτροδίων, ἀτμοποιοῦνται καὶ διεγείρονται ὑπὸ τῆς ἐκκενώσεως.

Ἐκ τῶν προηγουμένων διαχρίνομεν τρεῖς διαφόρους τρόπους παραγωγῆς ἀτμῶν εἰς τοὺς ἡλεκτρικοὺς σπινθῆρας: 1) διὰ βομβαρδισμοῦ τοῦ ἐνὸς ἡλεκτροδίου ὑπὸ τοῦ ἐτέρου διὸ λόντων ἀρκετῆς ἐνεργείας, ὅπως εἰς τὸ βολταϊκὸν τόξον, 2) διὸ ἀμέσου παραγωγῆς καὶ διεγέρσεως εἰς τὴν ἐπιφάνειαν τῶν ἡλεκτροδίων (κρατῆρες) ἐκ τῆς δράσεως τοῦ δυναμικοῦ καὶ 3) διὸ ἀτμοποιήσεως ὑπὸ τῆς ἐκκενώσεως τῶν ἀποσπαμένων ἐκ τῶν ἡλεκτροδίων τμημάτων.

Σημειωτέον ὅτι τὸ δυναμικὸν εἰς τὰ ἄκρα τῶν ἐκ σύρματος ἡλεκτροδίων δὲν εἶναι ὀμαλόν, αἱ δυναμικαὶ γραμμαὶ εἶναι συμπεπυκνωμέναι μετὰ κάμψεων καὶ ὁ νόμος τοῦ Paschen δὲν ἐφαρμόζεται, ἡ δὲ ἔντασις τοῦ πεδίου εἶναι μεγάλη. Ἀποτέλεσμα τῆς μεγάλης ἐντάσεως τοῦ πεδίου εἶναι ἀνάπτυξις ἴκανης ταχύτητος τῶν ἰόντων καὶ ἡ εὐχέρεια ἰοντισμοῦ εἰς τὸν μεταξὺ τῶν δύο ἡλεκτροδίων χῶρον.

**Αὕτια τῆς θερμάνσεως τῶν ἡλεκτροδίων.** Ἡ θέρμανσις καὶ λευκοπύρωσις τῶν ἡλεκτροδίων εἰς τοὺς ἀλλεπαλλήλους σπινθῆρας δὲν προέρχεται μόνον ἐκ τοῦ ὑπερθέρμου ἀτμοῦ, τοῦ ὑπάρχοντος μεταξὺ αὐτῶν. Γενικῶς, τὸ κύριον αἴτιον τῆς θερμάνσεως ταύτης ἔξαρταται ἐκ τῆς φύσεως τῶν ἡλεκτροδίων καὶ τῶν δρῶν τῆς ἐκκενώσεως. Κατὰ τὰς αὐξήσεις τῆς L παρετηρήσαμεν διαπύρωσιν τῶν ἡλεκτροδίων ἐκ Fe, ἐνῷ δὲ σπινθῆρος ἀπετελεῖτο ἐκ λεπτοτάτης καὶ ἀσθενοῦς γραμμῆς ἀνευ σχεδὸν αἰγλῆς (Σχ. 2). Ἐν τούτοις ἡ θέρμανσις τῶν ἡλεκτροδίων ἦτο ἵσχυρὰ καὶ ἔξετείνετο εἰς μέγα σχετικῶς μῆκος των (ἐρυθροπύρωσις), τὸ δόποιον δὲν ἐλήφθη ὀλόκληρον ὑπὸ τῆς φωτογραφίας, ἐνῷ διὰ τοῦ ὄφθαλμοῦ ἦτο λίαν αἰσθητὴ ἡ τοιαύτη θέρμανσις. Προσέτι ἡ θέρμανσις παράγεται καὶ ὅταν διὰ φέυματος ἀέρος ἀπομακρύνωμεν τὴν αἰγλήν. Ἐὰν δὲ λάβωμεν ὑπὸ δψιν ὅτι ἡ θερμοκρασία μεταξὺ τῶν δύο ἡλεκτροδίων εἶναι μεγάλη ἐν ἀρχῇ καὶ ἀνευ L (ὅλκος), ἐνῷ τούναντίον εἶναι μικροτέρα κατόπιν καὶ ὅτι ἐν τῇ περιπτώσει τῆς λευκοπυρώσεως τοῦ ἐνὸς τῶν ἡλεκτροδίων, ἡ αἰγλή προέρχεται ἐκ τοῦ ἐτέρου ἡλεκτροδίου ἔχουσα τὸ θερμότερον μέρος της (βάσιν) εἰς ἐπαφὴν μετ' αὐτοῦ, πειθόμεθα ὅτι τὸ αἴτιον τῆς λευκοπυρώσεως τῶν ἡλεκτροδίων δὲν εἶναι ἡ θερμότης τῆς αἰγλῆς.

Τούναντίον, ή περίπτωσις ήλεκτροδίων ἐκ Pt, κατὰ τὴν ὅποιαν ἐκπέμπεται ἐκ τοῦ ἔνὸς ήλεκτροδίου, ώς εἰδομεν, ή σπειροειδῆς φωτεινὴ ταινία, ή ὅποια περιβάλλει καὶ θερμαίνει τὸ ἑτερον ήλεκτρόδιον εἰς μέγα μῆκος, ἀποδεικνύει τὴν δρᾶσιν καὶ τῆς αἴγλης εἰς τὴν θέρμανσιν τῶν ήλεκτροδίων. Ἐπίσης παρετηρήσαμεν ὅτι τὸ λευκοπυρωμένον καὶ τετηκὸς κάλυμμα τοῦ ἄκρου τοῦ ἐκ Fe ήλεκτροδίου ἔξετέλει μικρὰς κινήσεις πρὸς τὰ δεξιὰ καὶ τὰ ἀριστερὰ ἡμῖν καὶ κατόπιν ἐπανήρχετο ἀντιθέτως, τὰς κινήσεις δὲ ταύτας ἔξετέλει καὶ ή κορυφὴ τῆς κωνικῆς αἴγλης, τῆς ἐκπεμπομένης ὑπὸ τοῦ ἑτέρου ψυχροῦ ήλεκτροδίου. Ή κορυφὴ τῆς κωνικῆς αἴγλης συνεχῶς εἴτε εὑρίσκετο εἰς ἐπαφὴν μετὰ τοῦ λευκοπυρωθέντος ἄκρου, εἴτε καὶ περιέβαλλε τούτο (Σχ. 3β), ἐνίστε δὲ δὲν ἔφθανε μέχρις αὐτοῦ<sup>1</sup>.

Ἐκ τῶν προηγουμένων παρατηρήσεων συμπεραίνομεν ὅτι: 1) ή κυρίᾳ αἰτίᾳ τῆς θερμάνσεως τῶν ήλεκτροδίων δὲν εἶναι διαταξὺ αὐτῶν ἀτμὸς τῆς αἴγλης, 2) ή αἴγλη γενικῶς συμβάλλει εἰς τὴν θέρμανσιν ταύτην, διά τια δὲ μέταλλα, ώς ή Pt, λίαν σοβαρῶς καὶ 3) ή θέρμανσις καὶ λευκοπυρωσίς τοῦ ήλεκτροδίου προέρχεται κυρίως ἐκ τῆς μετατροπῆς μεγάλου μέρους τῆς ήλεκτροικῆς ἐνεργείας εἰς θερμότητα ἐξ ἀντιστάσεων κατὰ τὴν ἔξοδον τοῦ ρεύματος ἐκ τοῦ ήλεκτροδίου καὶ ἐκ τῶν προστιπτόντων ἐπὶ τούτου θετικῶν ἴոντων, προερχομένων ἐκ τοῦ ἴοντισμοῦ τῶν περὶ τὸ λευκοπυρωθέντος ἄκρου ἀτμῶν ὑπὸ τῶν ἐκπεμπομένων ήλεκτροιόντων.

<sup>1</sup> Κατὰ τὴν διὰ μεγεθύνσεως ἔξετασιν τοῦ διαπυρουμένου ήλεκτροδίου παρετηρήσαμεν ὅτι τὸ λευκοπυρωμένον ἄκρον του, τὸ διοίον ἐφαίνετο ώς εἰδος σφαιρικοῦ καλύμματος τοῦ ήλεκτροδίου, δὲν ἦτο σταθερόν, ἀλλ', ώς εἴπομεν, μετετίθετο ἐλάχιστα πρὸς τὰ δεξιά ή πρὸς τὰ ἀριστερὰ ἡμῶν καὶ κατόπιν ἐπανήρχετο ἀντιθέτως. Συγχρόνως ὅμως καὶ ή εὑρισκομένη πάντοτε ἐνώπιον τοῦ καλύμματος κορυφὴ τῆς κωνοειδοῦς αἴγλης ἡκολούθει τὴν κίνησιν τοῦ καλύμματος. Ἐκ τούτου θὰ ἡδύνατο τις νὰ συμπεράνῃ ὅτι ή αἴγλη διὰ τῆς θερμότητος τῆς κορυφῆς της λευκοπυρώνει τὸ ἄκρον τοῦ πρὸ αὐτῆς ήλεκτροδίου. 'Ἄλλ' ἐάν ή λευκοπυρωσίς προσεκαλεῖτο τοιουτορόπτως ὑπὸ τῆς αἴγλης, τὸ μᾶλλον λευκοπυρωμένον ήλεκτρόδιον ἔπειτε νὰ είναι τὸ ψυχρόν, τὸ διοίον είναι εἰς ἐπαφὴν μὲ τὴν βάσιν τῶν κωνοειδῶν ἀτμῶν, ή ὅποια ἔχει τὴν μεγαλυτέραν ἔντασιν καὶ ἐπομένως είναι τὸ μᾶλλον ψερμὸν μέρος τῆς αἴγλης. 'Οσον ἀπομακρυνόμεθα τῆς βάσεως καὶ βαίνομεν πρὸς τὴν κορυφὴν, τόσον οἱ ἀτμοὶ γίνονται ἀραιότεροι καὶ ή θερμοκρασία, ώς καὶ ή φωτεινὴ ἔντασίς των, ἐλαίτονται. Ἐκτὸς τούτου, ἐάν ή λευκοπυρωσίς προύκαλεῖτο ὑπὸ τῆς κορυφῆς τῆς αἴγλης, θὰ περιωρίζετο εἰς μικρὸν τμῆμα περὶ τὸ σημείον συνεπαφῆς ήλεκτροδίου καὶ κορυφῆς τῆς αἴγλης. ἐνῷ, τούναντίον, εἴναι ἐκτεταμένη εἰς ὀλόκληρον τὸ ἄκρον τοῦ ήλεκτροδίου καὶ εἰς ἀρκετὸν βάθος. Μίαν εἰκόνα τῆς καταστάσεως τοῦ ἀτμοῦ μᾶς δίδουν οἱ ἐκ τῶν κρατήρων τοῦ λευκοπυρωμένου ήλεκτροδίου ἔξερχόμενοι ἀτμοί. Ή ἐμφάνισις δὲ τῆς λευκοπυρώσεως τοῦ ἄκρου τοῦ ήλεκτροδίου μὲ τὴν παραγωγὴν τῶν πρώτων σπινθήρων συμβάλλει εἰς τὴν μὴ παραδοχὴν τῆς ἔξιγήσεως τῆς θερμάνσεως τῶν ήλεκτροδίων διὰ τῆς αἴγλης, 'Ἐκ τούτων συμπεραίνομεν ὅτι ή αἰτία τῆς λευκοπυρώσεως τοῦ ήλεκτροδίου εὑρίσκεται ἐπ' αὐτοῦ καὶ ἐνισχύεται

## RÉSUMÉ

Les résultats de nos recherches expérimentales sur les étincelles électriques expliquent les phénomènes suivants.

1. On a observé que deux photographies du même spectre, prises dans les mêmes conditions, diffèrent quelques fois, au point de vue de la forme des raies (longues, triangulaires etc.). La cause principale est souvent la forme conique de l'auréole (fig. 3-4<sup>1</sup>), qui peut donner de raies de formes différentes, suivant la partie de l'auréole projetée sur la fente du spectroscope. Aussi un petit glissement suivant l'axe de l'auréole suffit pour provoquer une variation de la forme des raies.

2. Dans le cas où l'un des électrodes est d'Al et l'autre de Hg, nous avons observé que le spectre ne contenait que les raies du Hg et chacune de ces raies était composée de deux parties, dont l'une était très fine et faible, tandis que l'autre partie était large et de grande intensité. Ce phénomène provient de deux parties de l'auréole, dont l'une était formée autour du bout de l'Al et provenait d'un petit nombre de gouttes microscopiques de Hg qui étaient parmi celles que les étincelles dispersaient.

3. On a observé que dans le cas où les électrodes sont de fils de petit diamètre les étincelles ne sont pas bonnes pour les travaux spectroscopiques. En général, cela provient de l'échauffement jusqu'à l'état d'incandescence des fils fins, ce qui n'arrive pas quand le diamètre des électrodes est assez fort (au moins 4mm.).

4. Par une petite augmentation de la self-induction les électrodes de Pt sont ornées de points brillants, qui s'étendent de plus en plus (fig. 1) avec l'accroissement de la self-induction. Quand les électrodes sont de Fe (fig. 3-4) on voit sur l'électrode dont le bout est échauffé jusqu'au blanc, un petit nombre de points brillants qui se trouvent loin du bout sur la partie obscure (froide) de l'électrode et constituent de cratères d'émission de vapeurs lumineuses. Nous montrons que ces cratères se trouvent sur

ἐκ τῶν ἐπ' αὐτοῦ πιπτόντων θετικῶν ιόντων. Ἡ παρακολούθησις τῆς μετακινήσεως τοῦ καλύμματος ὑπὸ τῆς κορυφῆς τῆς αἴγλης προέρχεται ἐκ τῆς ἔλξεως τοῦ ιοντισμοῦ καὶ τῆς διεγέρσεως τῶν περὶ τὸ κάλυμμα ἀτμῶν, τὴν ὅποιαν προκαλεῖ τὸ φεῦμα τῶν ἡλεκτριόντων, τὸ ἔξερχόμενον ἐκ τοῦ καλύμματος.

<sup>1</sup> C. R. de l'Académie d'Athènes, t. 27, p. 159 - 161, 1952.

la surface de l'électrode et sont constitués de vapeur condensée et lumineuse. Nous croyons que ce phénomène provient de l'action du potentiel et des résistances à la sortie des électrons.

Par l'examen de tous les phénomènes nous sommes arrivé à distinguer trois causes de production de la vapeur dans les étincelles: a) Par le bombardement de l'électrode obscure par un torrent d'électrons émis par l'électrode qui est à l'état d'incandescence. b) Par une production immédiate de vapeurs sur la surface des électrodes (cratères) à cause de l'action du potentiel et des résistances à la sortie du courant et c) par la vaporisation des petites parties solides ou liquides qui proviennent des électrodes et se trouvent au passage de la décharge.

Enfin nous montrons que, en général, la cause principale de l'échauffement des électrodes n'est pas la vapeur de l'auréole. Cet échauffement provient de la transformation, en grande partie, de l'énergie électrique en chaleur par les résistances pendant la sortie du courant dans l'air et du bombardement de l'électrode par lesions positifs.

**ΦΥΣΙΚΗ.** — Περὶ τῆς μεταπτώσεως τῶν ἡλεκτρικῶν σπινθήρων καὶ τῆς κρισίμου θερμοκρασίας αὐτῶν, ὑπὸ Βασιλείου Αἰγινῆτος \*.

**Πρόλογος.** Κύριος σκοπὸς τῆς μελέτης μας ταύτης εἶναι ἡ ἔξηγησις τῆς κρισίμου θερμοκρασίας τῶν ἡλεκτροδίων. Πάντα τὰ φαινόμενα τῶν ἡλεκτρικῶν σπινθήρων, τὰ δόποια ἔξητάσαμεν λεπτομερῶς, ἄγουν εἰς τὰς μεταβολὰς τῶν I., R καὶ V, οἱ δόποι οἵ εἰσέρχονται εἰς τὴν διαφορικὴν ἔξισωσιν τῆς ἐκκενώσεως πυκνωτοῦ. Ἡ ἔξετασις τῶν τριῶν τούτων παραγόντων καὶ γενικῶς τῶν φαινομένων τῶν ἡλεκτρικῶν σπινθήρων μᾶς ἥγαγεν εἰς τὸ βασικὸν συμπέρασμα ὅτι ἡ ἐμφάνισις τῆς κρισίμου θερμοκρασίας τῶν ἡλεκτροδίων συνοδεύεται ὑπὸ μεταπτώσεως τῶν σπινθήρων εἰς βολταϊκὸν τόξον. Δοθέντος δὲ ὅτι εἰς τὸ τόξον τοῦτο, τὸ μὲν δυναμικὸν εἶναι μικρὸν καὶ ἡ ἔντασις τοῦ ορεύματος μεγάλη σχετικῶς πρὸς τὰ ἀντίστοιχα ποσὰ τῶν σπινθήρων, τὸ φαινόμενον δύναται νὰ ἀναχθῇ εἰς ώρισμένην περίπτωσιν τῆς λύσεως τῆς φημείσης διαφορικῆς ἔξισώσεως, χωρὶς ἀναδρομὴν εἰς τὰς πολυπλόκους λεπτομερείας τοῦ φαινομένου καὶ ἐπὶ τῇ βάσει τῶν πειραματικῶν δεδομένων.

\* BASILE EGINITIS: Sur le changement des étincelles électriques en arc et leurs température critique.