

Ἄν καὶ ζῆς, σεβαστὲ φίλε καὶ συνάδελφε, μακρὰν τῆς Ζακύνθου, διὰ τῆς φαντασίας μετατίθεσαι ἀδιακόπως εἰς τὴν νῆσον τῆς Φαρμακωμένης, τῆς Στέλας Βιολάντη καὶ τῆς Φωτεινῆς Σάντη. Καὶ ὅπως ὅλα τὰ τέκνα τῆς ἰδιαιτέρας πατρίδος σου, νοσταλγεῖς καὶ σὺ πάντοτε τὴν Ζάκυνθον καὶ μάλιστα τὴν Ζάκυνθον τῶν παιδικῶν σου χρόνων, ὅταν ἦσουν ἀπολύτως μικρὸς γὰρ νὰ ρωτήσης καὶ πολὺ πρὸ μικρὸς γὰρ νὰ σοῦ εἰποῦν ἀρώτητα ποῖα ἦτο ἡ ὥραία Ἀθανασία, τὸ ὄνειρον τῆς αὐγούλας σου ζωῆς.

ΑΝΑΚΟΙΝΩΣΕΙΣ ΜΗ ΜΕΛΩΝ

ΜΗΧΑΝΙΚΗ.—Περὶ τίνος μεθόδου ὀλοκληρώσεως τῶν κανονικῶν ἐξισώσεων τοῦ Hamilton τῆς Δυναμικῆς, ὑπὸ Α. Τζώρτζη*. Ἀνεκοινώθη ὑπὸ κ. Κ. Μαλτέζου.

1. Πᾶν πρόβλημα ὀλοκληρώσεως ἀνάγεται ὡς γνωστὸν εἰς τὴν ἀναζήτησιν τῶν τῶν ὀλοκληρωτικῶν πολλαπλοτήτων μιᾶς δεδομένης δέσμης ἀπειροστικῶν μετασχηματισμῶν, ἢ τῶν ὀλοκληρωτικῶν πολλαπλοτήτων ἐνὸς δεδομένου συστήματος ἐξισώσεων τοῦ Pfaff.

Εἰς προηγουμένης ἐργασίας μου¹ ἐμελέτησα, βάσει τῆς θεωρίας τῶν δεσμῶν ἀπειρ. μετασχ. τοῦ κ. Vessiot², τὸ πρόβλημα τῆς ὀλοκληρώσεως γενικῶν τινῶν κατηγοριῶν ἐξισώσεων μὲ μερικὰς παραγώγους, εἰς δύο δὲ τῶν ἐργασιῶν μου τούτων³ κατέδειξα ὅτι δι' ἐφαρμογῆς τῆς ἐν λόγω θεωρίας ἐπανευρίσκομεν κατὰ τρόπον συντομώτερον καὶ κομψότερον τὰ ἐξαγόμενα τὰ ἐκτειθέμενα ὑπὸ τοῦ Goursat εἰς τὰ κλασικά του συγγράμματα.

Μετὰ τῆς αὐτῆς ἐπιτυχίας θὰ ἠδυνάμεθα νὰ χρησιμοποιήσωμεν τὴν θεωρίαν τῶν δεσμῶν ἀπειρ. μετασχ. καὶ εἰς τὴν μελέτην πλείστων προβλημάτων τῆς Μηχανικῆς, ἰδίᾳ τῶν σχετιζομένων μὲ συστήματα διαφορικῶν ἐξισώσεων.

Σκοπὸς τῆς παρουσίης ἀνακοινώσεως εἶναι ἡ μελέτη, βάσει τῆς θεωρίας ταύτης, τοῦ προβλήματος τῆς ὀλοκληρώσεως τοῦ συστήματος τῶν κανονικῶν ἐξισώσεων τοῦ Hamilton τῆς Δυναμικῆς, αἱ ὁποῖαι ἀποτελοῦν τὸ θεμελιῶδες ἀναλυτικὸν ὄργανον τῆς θεωρητικῆς Μηχανικῆς.

* A. TSORTSIS, Sur une méthode d'intégration des équations canoniques d'Hamilton de la Dynamique.

¹ Α. ΤΖΩΡΤΖΗ, α) Thèse Paris 1933. β) *Comptes rendus* 196 (1933), pp. 159, 990. γ) *Πρακτικά Ἀκαδ. Ἀθηνῶν* 9 (1934), σ. 46 καὶ *Δελτ. Ἑλλ. Μαθ. Ἑταιρ.*, 16 (1935), σ. 188.

² E. VESSIOT, Sur une théorie nouvelle des problèmes généraux d'intégration. *Bulletin de la Société Mathématique de France*, 52 (1924), p. 336.

³ Α. ΤΖΩΡΤΖΗ, *Δελτ. Ἑλλ. Μαθ. Ἑταιρ.*, 18 (1938), σ. 1 καὶ 21 (1941), σ. 42.

Τὸ πρόβλημα τῆς ὀλοκληρώσεως τοῦ ἐν λόγω συστήματος εἶναι ἰσοδύναμον πρὸς ἐκεῖνο τῆς ὀλοκληρώσεως μιᾶς δέσμης ἀπειρ. μετασχημ., τὸ ὁποῖον ἀνάγεται εἰς τὴν ὀλοκληρώσιν ἑνὸς διακεκριμένου μετασχ. τῆς δέσμης ταύτης. Ἀρκεῖ ἐπομένως νὰ εὕρωμεν ἐν θεμελιῶδες σύστημα ἀναλλοιώτων τοῦ τελευταίου τούτου μετασχ., ἵνα ἔχωμεν τὸ γενικὸν ὀλοκληρῶμα τῶν κανονικῶν ἐξισώσεων τοῦ Hamilton.

Ἐφαρμογὴν τῶν πορισθέντων ἐξαγομένων κάμνομεν εἰς τὴν ἀπλὴν περίπτωσιν τῆς κινήσεως ἐλευθέρου ὑλικοῦ σημείου ἀπωθουμένου ὑπὸ σταθεροῦ κέντρου ἀναλόγως τῆς ἀπροστάσεως.

2. Ἐστω τυχὸν ὀλόνομον σύστημα κινούμενον ἄνευ τριβῆς, τοῦ ὁποῖου ἡ θέσις ἐξαρτᾶται ἀπὸ k παραμέτρους q_1, q_2, \dots, q_k . Ἄς ὑποθέσωμεν δὲ ὅτι τὰ μέτρα τῶν προβολῶν ἐπὶ τῶν ἀξόνων τῶν ἐφηρμοσμένων δυνάμεων ἐπὶ τοῦ συστήματος τούτου, ἐκτὸς τῶν δυνάμεων τοῦ συνδέσμου, εἶναι αἱ μερικαὶ παράγωγοι ὡς πρὸς τὰς συντεταγμένας μιᾶς συναρτήσεως U τῶν συντεταγμένων καὶ τοῦ χρόνου. Ὑπὸ τὴν ὑπόθεσιν ταύτην αἱ γενικαὶ ἐξισώσεις τῆς κινήσεως τοῦ ὑλικοῦ συστήματος λαμβάνουν τὴν ὑπὸ τοῦ Hamilton δοθεῖσαν κανονικὴν μορφήν :

$$(1) \quad \frac{dq_i}{dt} = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \quad \frac{dp_i}{dt} = - \frac{\partial H}{\partial q_i} \quad (i = 1, 2, \dots, k),$$

ὅπου
$$H = \sum_{\alpha=1}^k p_{\alpha} q'_{\alpha} - T - U, \quad T \text{ εἶναι ἡ ρύμη τοῦ συστήματος καὶ ὑποθέτομεν ὅτι εἰς τὴν ἔκφρασιν τοῦ } H \text{ ἔχομεν ἀντικαταστήσει τὰς παραγώγους } q'_i \text{ τῶν } q_i \text{ διὰ τῶν τιμῶν τῶν ἐξαγομένων ἐκ τῶν σχέσεων}$$

$$p_i = \frac{\partial T}{\partial q'_i} \quad (i = 1, 2, \dots, k).$$

Αἱ ἐξισώσεις (1) ἀποτελοῦν κατὰ συνέπειαν ἐν σύστημα $2k$ διαφορικῶν ἐξισώσεων πρώτης τάξεως μὲ $2k$ ἀγνώστους συναρτήσεις q_i, p_i ($i = 1, 2, \dots, k$) τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς t (χρόνου) καὶ τὸ γενικὸν πρόβλημα τῆς ὀλοκληρώσεως τοῦ συστήματος τούτου συνίσταται εἰς τὸν προσδιορισμὸν τῶν q_i, p_i συναρτήσεων τοῦ t καὶ $2k$ αὐθαιρέτων σταθερῶν, ὥστε νὰ πληροῦν τὸ σύστημα (1).

Εἰς τὴν μερικὴν περίπτωσιν, ὅπου οἱ σύνδεσμοι εἶναι ἀνεξάρτητοι τοῦ χρόνου ἔχομεν, ὡς γνωστόν,

$$\sum_{\alpha=1}^k p_{\alpha} \cdot q'_{\alpha} = 2T, \quad \text{ἄρα } H = T - U.$$

Θεωρήσωμεν τὴν δέσμην F βαθμοῦ $2k + 1$ τῶν μεταβλητῶν v, t, q_i, p_i ($i = 1, 2, \dots, k$) τὴν ἔχουσαν ὡς βάση τὰς ἀπειρ. μετασχηματισμούς :

$$F: \quad \mathcal{T} = \frac{\partial f}{\partial t} - H \frac{\partial f}{\partial v}, \quad Q_i = \frac{\partial f}{\partial q_i} + p_i \frac{\partial f}{\partial v}, \quad P_i = \frac{\partial f}{\partial p_i} \quad (i = 1, 2, \dots, k)$$

ὅπου H εἶναι μία τυχοῦσα συνάρτησις τῶν μεταβλητῶν t, q_i, p_i ($i = 1, 2, \dots, k$).

Αί παρενθέσεις τῶν Poisson - Jacobi τῶν μετασχηματισμῶν τούτων, αἱ ὁποῖαι δὲν εἶναι ἐκ ταυτότητος μηδέν, εἶναι:

$$(\mathcal{T}, Q_i) = Q_i H \frac{\partial f}{\partial v}, \quad (P_i, Q_i) = \frac{\partial f}{\partial v}, \quad (\mathcal{T}, P_i) = P_i H \cdot \frac{\partial f}{\partial v} \quad (i=1, 2, \dots, k).$$

ἄρα ἡ δέσμη F δὲν εἶναι πλήρης. Ζητοῦμεν οὕτω τὰς ἐνελίξεις βαθμοῦ $k+1$ τῆς F ὑπὸ τὴν λελυμένην μορφήν:

$$M = \mathcal{T} + \sum_{\alpha=1}^k \mu_{\alpha} P_{\alpha}, \quad M_i = Q_i + \sum_{\alpha=1}^k \mu_{i\alpha} P_{\alpha} \quad (i=1, 2, \dots, k).$$

Αἱ συγκλίνουσαι — ταυτότητες:

$$(M, M_i) \equiv 0, \quad (M_i, M_j) \equiv 0 \pmod{F} \quad (i, j = 1, 2, \dots, k)$$

συνεπάγονται τὰς συνθήκας ὡς πρὸς μ :

$$\mu_i = -Q_i H - \sum_{\alpha=1}^k \mu_{i\alpha} P_{\alpha} H, \quad \mu_{ij} = \mu_{ji} \quad (i, j = 1, 2, \dots, k).$$

Λαμβάνοντες ὑπ' ὄψιν τὰς συνθήκας ταύτας καὶ συνδυάζοντες τοὺς μετασχηματισμοὺς M, M_i , ὥστε νὰ ἀπαλειφθοῦν τὰ μ_i , ποριζόμεθα τὴν γενικὴν ἐνέλιξιν βαθμοῦ $k+1$ ὑπὸ τὴν μορφήν:

$$\Lambda = M + \sum_{\alpha=1}^k P_{\alpha} H M_{\alpha} = \mathcal{T} + \sum_{\alpha=1}^k P_{\alpha} H Q_{\alpha} - \sum_{\alpha=1}^k Q_{\alpha} H P_{\alpha}, \quad M_i = Q_i + \sum_{\alpha=1}^k \mu_{i\alpha} P_{\alpha} \\ (i=1, 2, \dots, k)$$

μετὰ

$$\mu_{i,j} = \mu_{j,i} \quad (i, j = 1, 2, \dots, k).$$

Ἐντεῦθεν ἔπεται ὅτι ὁ μετασχηματισμὸς Λf εἶναι εἷς διακεκριμένος μετασχηματισμὸς τῆς δέσμης F καὶ ἡ ὀλοκλήρωσις τῆς δέσμης ταύτης ἀνάγεται κατ' οὐσίαν εἰς τὴν ὀλοκλήρωσιν τοῦ μετασχηματισμοῦ Λf . Οἱ συλλογισμοὶ οὗτοι ἐξακολουθοῦν ἰσχύοντες καὶ ἐὰν ὑποθέσωμεν, ὅτι ἡ συνάρτησις H ἐξαρτᾶται ἐκτὸς τῶν μεταβλητῶν $t, q_i, p_i, (i=1, 2, \dots, k)$ καὶ ἀπὸ τὴν ἄγνωστον συνάρτησιν V . Θὰ ἠδυνάμεθα ἐπομένως νὰ λύσωμεν ἓν πρόβλημα γενικώτερον τοῦ ἐν ἀρχῇ τεθέντος. Ἄλλ' ἐνταῦθα θὰ περιορισθῶμεν εἰς τὴν ὀλοκλήρωσιν τοῦ συστήματος τῶν κανονικῶν ἐξισώσεων τοῦ Hamilton (1). Ἐπειδὴ εἰς τὴν περίπτωσιν ταύτην ἡ συνάρτησις H δὲν περιέχει τὴν V , ὁ μετασχηματισμὸς Λf δύναται νὰ ἀντικατασταθῇ ὑπὸ τοῦ ἀπλουστεροῦ τοιοῦτου

$$\Lambda_1 f = \frac{\partial f}{\partial t} + \sum_{\alpha=1}^k \frac{\partial H}{\partial p_{\alpha}} \frac{\partial f}{\partial q_{\alpha}} - \sum_{\alpha=1}^k \frac{\partial H}{\partial q_{\alpha}} \frac{\partial f}{\partial p_{\alpha}},$$

ὁ ὁποῖος δὲν περιέχει τὸν ὄρον ὡς πρὸς $\frac{\partial f}{\partial v}$.

Ἐστω $\varphi(t, q_1, q_2, \dots, q_k, p_1, p_2, \dots, p_k)$ μία ἀναλλοίωτος τοῦ μετασχηματισμοῦ $\Lambda_1 f$. θὰ ἔχωμεν ἐκ ταυτότητος:

$$\Lambda_1 \varphi = \frac{\partial \varphi}{\partial t} + \sum_{\alpha=1}^k \frac{\partial H}{\partial p_{\alpha}} \frac{\partial \varphi}{\partial q_{\alpha}} - \sum_{\alpha=1}^k \frac{\partial H}{\partial q_{\alpha}} \frac{\partial \varphi}{\partial p_{\alpha}} = 0.$$

Κατὰ συνέπειαν δι' ἓν τυχὸν σύστημα $q_i, p_i, (i=1, 2, \dots, k)$ συναρτήσεων τοῦ t πληρουσῶν τὸ σύστημα (1) θὰ ἔχωμεν ἐκ ταυτότητος:

$$\Lambda_1 \varphi = 0$$

ἢ λόγῳ τῶν (1):

$$\frac{\partial \varphi}{\partial t} + \sum_{\alpha=1}^k \frac{\partial \varphi}{\partial q_\alpha} \frac{dq_\alpha}{dt} + \sum_{\alpha=1}^k \frac{\partial \varphi}{\partial p_\alpha} \frac{dp_\alpha}{dt} = 0 \quad \text{ἢ} \quad d\varphi = 0$$

καὶ δι' ὀλοκλήρωσews

$$\varphi(t, q_1, q_2, \dots, q_k, p_1, p_2, \dots, p_k) = C,$$

ὅπου C αὐθαίρετος σταθερά. Ὅθεν ἡ σχέσις $\varphi = C$ θὰ ἐπαληθεύεται ἀπὸ ἓν τυχὸν σύστημα συναρτήσεων $q_i, p_i, (i=1, 2, \dots, k)$, πληρουσῶν τὰς ἐξισώσεις (1), ἄρα θὰ εἶναι ἓν πρῶτον ὀλοκλήρωμα τῶν ἐξισώσεων (1). Ἐντεῦθεν ἔπεται ὅτι ἡ ὀλοκλήρωσις τοῦ συστήματος (1) καὶ ἡ ὀλοκλήρωσις τοῦ μετασχηματισμοῦ $\Lambda_1 f$ εἶναι δύο προβλήματα ἰσοδύναμα.

Ἐστωσαν $\varphi_i(t, q_1, q_2, \dots, q_k, p_1, p_2, \dots, p_k)$ $2k$ θεμελιώδεις ἀναλλοίωτοι τοῦ μετασχηματισμοῦ $\Lambda_1 f$ αἱ ἐξισώσεις

$$\varphi_i(t, q_1, q_2, \dots, q_k, p_1, p_2, \dots, p_k) = C_i \quad (i=1, 2, \dots, 2k)$$

ὅπου C_i αὐθαίρετοι σταθεραὶ, ἐκφράζουσι τὰ $q_i, p_i (i=1, 2, \dots, k)$ συναρτήσῃ τοῦ t καὶ τῶν $2k$ αὐθαίρετων σταθερῶν C_i , ἄρα ἀποτελοῦν τὴν γενικὴν λύσιν τοῦ συστήματος (1).

Παρατηροῦμεν τέλος ὅτι ὅλα τὰ ἐξαγόμενα τῆς κλασσικῆς θεωρίας θὰ ἠδύναντο νὰ προκύβουσι καὶ κατὰ τρόπον μάλιστα ἀπλούστερον καὶ συντομώτερον διὰ τῆς ἐν λόγῳ μεθόδου τῶν δεσμῶν ἀπειρ. μετασχηματισμῶν. Οὕτως ἐπὶ παραδείγματι ἡ ιδιότης, καθ' ἣν, ὅταν ἡ \bar{H} δὲν περιέχῃ t , θὰ εἶναι μία ἀναλλοίωτος τοῦ Λ, f , προκύπτει ἀμέσως. Πράγματι ἔχομεν τότε

$$\Lambda_1 H = \sum_{\alpha=1}^k \frac{\partial H}{\partial p_\alpha} \frac{\partial H}{\partial q_\alpha} - \sum_{\alpha=1}^k \frac{\partial H}{\partial q_\alpha} \frac{\partial H}{\partial p_\alpha} \equiv 0.$$

Ἡ ιδιότης αὕτη ἰσχύει, ὡς γνωστόν, εἰδικώτερον, ὅταν οἱ σύνδεσμοι εἶναι ἀνεξάρτητοι τοῦ χρόνου καὶ ὑπάρχῃ μία συνάρτησις δυνάμεων $U(q_1, q_2, \dots, q_k)$. τότε αἱ κανονικαὶ ἐξισώσεις τοῦ Hamilton δέχονται τὸ πρῶτον ὀλοκλήρωμα $H = h$, ὅπερ συμπίπτει μὲ τὸ ὀλοκλήρωμα τῆς ρύμης¹.

3. Ἐφαρμογή: Δώσωμεν μίαν ἐφαρμογὴν τῶν ἀνωτέρω ἐξαγομένων εἰς τὴν κλασσικὴν περίπτωσιν τῆς κινήσεως ἐνὸς ἐλευθέρου ὕλικου σημείου ἀπωθουμένου ὑπὸ σταθεροῦ κέντρου ἀναλόγως τῆς ἀποστάσεως. Διὰ τὴν ἀπλότητα, λάβωμεν τὸ

¹ P. APPEL, Traité de Mécanique Rationnelle II (1931), p. 422 et 442.

σταθερόν κέντρον ὡς ἀρχήν τῶν συντεταγμένων καὶ ὑποθέσωμεν ὅτι q_1, q_2, q_3 παριστάνουν αὐτὰς ταύτας τὰς καρτεσιανὰς συντεταγμένας, ὅτε θὰ ἔχωμεν :

$$x = q_1, y = q_2, z = q_3, x' = q'_1, y' = q'_2, z' = q'_3,$$

χάριν δὲ συντομίας, θεωρήσωμεν τὴν μᾶζαν τοῦ ὕλικου σημείου ἴσην πρὸς τὴν μονάδα· θὰ ἔχωμεν :

$$T = \frac{1}{2} (x'^2 + y'^2 + z'^2), \quad U = \frac{\mu^2}{2} (x'^2 + y'^2 + z'^2),$$

ὅπου μ σταθερὰ ποσότης· ἐπειδὴ δὲ οἱ σύνδεσμοι εἶναι ἀνεξάρτητοι τοῦ χρόνου, ἡ συνάρτησις τοῦ Hamilton θὰ εἶναι

$$(2) \quad H = T - U = \frac{1}{2} (p_1^2 + p_2^2 + p_3^2) - \frac{\mu^2}{2} (q_1^2 + q_2^2 + q_3^2),$$

καθότι

$$p_1 = \frac{\partial T}{\partial x'} = x', \quad p_2 = \frac{\partial T}{\partial y'} = y', \quad p_3 = \frac{\partial T}{\partial z'} = z'$$

Ἐντεῦθεν ἔπεται :

$$\frac{\partial H}{\partial p_i} = p_i, \quad \frac{\partial H}{\partial q_i} = -\mu^2 q_i \quad (i = 1, 2, 3)$$

ἄρα αἱ κανονικαὶ ἐξισώσεις τοῦ Hamilton εἶναι :

$$(3) \quad \frac{dq_i}{dt} = p_i, \quad \frac{dp_i}{dt} = \mu^2 q_i \quad (i = 1, 2, 3)$$

Συμφώνως πρὸς τὴν ἐκτεθεισάν θεωρίαν ἡ ὀλοκλήρωσις τοῦ συστήματος τούτου ἀνάγεται εἰς τὴν ὀλοκλήρωσιν τοῦ ἀπειρ. μετασχηματισμοῦ :

$$\Lambda_1 f = \frac{\partial f}{\partial t} + \sum_{\alpha=1}^3 p_\alpha \frac{\partial f}{\partial q_\alpha} + \sum_{\alpha=1}^3 \mu^2 q_\alpha \frac{\partial f}{\partial p_\alpha}$$

τῶν 7 μεταβλητῶν t, q_i, p_i ($i=1, 2, 3$), ὁ ὁποῖος εἶναι εἷς διακεκριμένος μετασχηματισμὸς τῆς δέσμης F , ὅπου ἡ συνάρτησις H ἔχει τὴν προαναφερθεῖσαν τιμὴν (2). Ἀρκεῖ νὰ εὔρωμεν 6 θεμελιώδεις ἀναλλοιώτους τοῦ μετασχηματισμοῦ τούτου. Πρὸς τοῦτο ζητήσωμεν μίαν ἀναλλοιώτον τοῦ $\Lambda_1 f$ τῆς μορφῆς $p_1 A(t) + q_1 B(t)$ · πρέπει νὰ ἔχωμεν ἐκ ταυτότητος :

$$\Lambda_1 [p_1 A(t) + q_1 B(t)] = p_1(A' + B) + q_1(B' + \mu^2 A) = 0,$$

ἐκ τῆς ὁποίας, ἐπειδὴ p_1, q_1, t εἶναι μεταβληταὶ ἀνεξάρτητοι μεταξύ των, συνάγομεν τὰς σχέσεις :

$$(4) \quad A' + B = 0, \quad \mu^2 A + B' = 0.$$

Ἐκ τούτων διὰ παραγωγῆσεως τῆς πρώτης ὡς πρὸς t , λαμβανομένης ὑπ' ὄψιν καὶ τῆς δευτέρας ἀγόμεθα εἰς τὴν ἐξίσωσιν

$$A'' - \mu^2 A = 0.$$

Αυτή είναι μία κοινή διαφορική εξίσωσις δευτέρας τάξεως γραμμική και όμογενής με σταθερούς συντελεστές και ολοκληροῦται κατὰ τὰ γνωστά. Ἡ γενική λύσις θὰ εἶναι:

$$A = A_1 e^{\mu t} + A_2 e^{-\mu t},$$

ὅπου A_1 καὶ A_2 αὐθαίρετοι σταθεραί.

Ἐκ τῆς πρώτης τῶν (4) ἔχομεν ἐν συνεχείᾳ:

$$B = -A' = -\mu A_1 e^{\mu t} + \mu A_2 e^{-\mu t}$$

καὶ ἐπομένως ἡ ζητούμενη ἀναλλοίωτος τοῦ μετασχηματισμοῦ $\Lambda_1 f$ θὰ εἶναι

$$p_1 A + q_1 B = p_1 (A_1 e^{\mu t} + A_2 e^{-\mu t}) + q_1 (-\mu A_1 e^{\mu t} + \mu A_2 e^{-\mu t}).$$

Θέτοντες δὲ εἰς ταύτην (ἐπὶ παραδείγματι) ἐν πρώτοις $A_1 = 0$, $A_2 = -1$ καὶ ἐν συνεχείᾳ $A_1 = 1$, $A_2 = 0$ λαμβάνομεν δύο ἀναλλοιώτους τοῦ $\Lambda_1 f$ διακεκριμένας μεταξὺ των.

$$-(p_1 + \mu q_1) e^{-\mu t}, \quad (p_1 - \mu q_1) e^{\mu t}.$$

Ἐντεῦθεν ἔπονται τὰ δύο πρώτα ολοκληρώματα τῶν ἐξισώσεων τῆς κινήσεως (3) διακεκριμένα μεταξὺ των

$$(p_1 + \mu q_1) e^{-\mu t} = h_1, \quad (p_1 - \mu q_1) e^{\mu t} = d_1,$$

ὅπου h_1 , d_1 αὐθαίρετοι σταθεραί. Λύοντες τὰς σχέσεις ταύτας ὡς πρὸς p_1 , q_1 λαμβάνομεν:

$$(5) \quad p_1 = \frac{1}{2} (h_1 e^{\mu t} + d_1 e^{-\mu t}), \quad q_1 = \frac{1}{2\mu} (h_1 e^{\mu t} - d_1 e^{-\mu t}),$$

κατ' ἀναλογίαν δέ, λόγω τῆς συμμετρίας τῶν p καὶ q εἰς τὰς ἐξισώσεις (3) ἢ εἰς τὸν μετασχηματισμὸν $\Lambda_1 f$, ἔχομεν

$$(6) \quad \begin{cases} p_2 = \frac{1}{2} (h_2 e^{\mu t} + d_2 e^{-\mu t}), & q_2 = \frac{1}{2\mu} (h_2 e^{\mu t} - d_2 e^{-\mu t}), \\ p_3 = \frac{1}{2} (h_3 e^{\mu t} + d_3 e^{-\mu t}), & q_3 = \frac{1}{2\mu} (h_3 e^{\mu t} - d_3 e^{-\mu t}), \end{cases}$$

ὅπου h, d αὐθαίρετοι σταθεραί. Αἱ ἐξισώσεις (5) καὶ (6) ἐκφράζουσαι τὰ p καὶ q συναρτήσῃ τοῦ t καὶ 6 αὐθαιρέτων σταθερῶν h, d ἀποτελοῦν τὴν γενικὴν λύσιν τοῦ συστήματος τοῦ Hamilton (3).

Ἡ ἐπαλήθευσις εἶναι εὐκόλος· πράγματι ἐκ τῶν (5) διὰ παραγωγῆσεως ὡς πρὸς t ἔχομεν:

$$\frac{dp_1}{dt} = \frac{1}{2} (\mu h_1 e^{\mu t} - \mu d_1 e^{-\mu t}), \quad \frac{dq_1}{dt} = \frac{1}{2\mu} (\mu h_1 e^{\mu t} + \mu d_1 e^{-\mu t})$$

καὶ ἀντικαθιστῶντες ταῦτα καθὼς καὶ τὰ p_1 , q_1 ἐκ τῶν (5) εἰς τὴν πρώτην καὶ τετάρτην τῶν (3) λαμβάνομεν τὰς σχέσεις:

$$\frac{1}{2} (\mu h_1 e^{\mu t} - \mu d_1 e^{-\mu t}) = \frac{\mu^2}{2\mu} (h_1 e^{\mu t} - d_1 e^{-\mu t})$$

$$\frac{1}{2} (\mu h_1 e^{\mu t} + \mu d_1 e^{-\mu t}) = \frac{1}{2} (h_1 e^{\mu t} + d_1 e^{-\mu t}),$$

αί όποιαί πληροϋνται έκ ταυτότητος. Τό αυτό έχομεν λόγω τής συμμετρίας και διά τās σχέσεις (6).

Δυνάμεθα έν συνεχείᾳ διά τής προαναφερθείσης μεθόδου νά εύρωμεν και άλλα πρῶτα όλοκληρώματα τῶν εξισώσεων (3) μή εξαρτώμενα έκ τής μεταβλητῆς t , τινά μάλιστα έκ τούτων επιδέχονται αξιόλογον μηχανικὴν έρμηνείαν. Ούτως επί παραδείγματι επαληθεύομεν άμέσως ότι $p_1 q_2 - p_2 q_1$ είναι επίσης μία άναλλοίωτος τοῦ $\Lambda_1 f$ πράγματι έχομεν έκ ταυτότητος

$$\Lambda_1(p_1 q_2 - p_2 q_1) = p_1 \cdot (-p_2) + p_2 p_1 + \mu^2 q_1 q_2 + \mu^2 q_2 (-q_1) = 0$$

και έπομένως αί εξισώσεις τής κινήσεως (3) δέχονται τό πρώτον όλοκληρώμα

$$p_1 q_2 - p_2 q_1 = C,$$

τό όποϊον έκφράζει τό θεώρημα τῶν έμβασδῶν διά τήν προβολήν τής κινήσεως επί τό επίπεδον τῶν xy . Λόγω τής συμμετρίας ό μετασχηματισμός $\Lambda_1 f$ δέχεται πρὸς τούτοις τās άναλλοιώτους $p_2 q_3 - p_3 q_2$, $p_3 q_1 - p_1 q_3$ και έπομένως αί εξισώσεις (3) έχουν τὰ αντίστοιχα πρῶτα όλοκληρώματα, τὰ όποια έκφράζουν τό θεώρημα τῶν έμβασδῶν διά τήν προβολήν τής κινήσεως επί τὰ άλλα δύο συντεταγμένα επίπεδα yz και xz .

Ευκόλως επίσης επαληθεύομεν τήν ιδιότητα ότι εις τήν περίπτωσιν, καθ' ἣν ἡ συνάρτησις τοῦ Hamilton H δέν περιέχει τὸν t , θά είναι μία άναλλοίωτος τοῦ $\Lambda_1 f$ πράγματι έχομεν

$$\Lambda_1 \left[\frac{1}{2} (p_1^2 + p_2^2 + p_3^2) - \frac{\mu^2}{2} (q_1^2 + q_2^2 + q_3^2) \right] = p_1 (-\mu^2 q_1) + p_2 (-\mu^2 q_2) + p_3 (-\mu^2 q_3) + \mu^2 q_1 p_1 + \mu^2 q_2 p_2 + \mu^2 q_3 p_3 = 0;$$

κατὰ συνέπειαν αί εξισώσεις τής κινήσεως (3) δέχονται τό πρώτον όλοκληρώμα

$$\frac{1}{2} (p_1^2 + p_2^2 + p_3^2) - \frac{\mu^2}{2} (q_1^2 + q_2^2 + q_3^2) = h,$$

όπερ συμπίπτει μετ' τό όλοκληρώμα τής ρύμης.

Τέλος είναι προφανές, ότι έξ όλων τῶν πρώτων όλοκληρωμάτων τῶν ανεξαρτήτων τοῦ t μόνον 5 δύνανται νά είναι διακεκριμένα μεταξύ των, διότι άλλως, άν ἦσαν επί παραδείγματι 6, θά παρεῖχον διά τās 6 μεταβλητās q_i , p_i ($i=1, 2, 3$) σταθεράς τιμάς, ότε δέν θά υπῆρχε κίνησις.

RÉSUMÉ

Le but de cette note est d'indiquer comment on peut utiliser la théorie des faisceaux de transformations infinitésimales due à M. Vessiot, à l'étude de quelques questions de Mécanique. Il s'agit notamment du problème de l'intégration des équations canoniques d'Hamilton, qui, comme l'on sait, constituent l'instrument analytique fondamental de la Mécanique Ra-

tionnelle. Une application des résultats ainsi obtenus au problème classique du mouvement d'un point libre repoussé par un centre fixe proportionnellement à la distance achève cette note.

ΠΑΙΔΟΛΟΓΙΑ. — "Έρευναί ἐπὶ τῶν ἀνθρῳπομετρικῶν διαστάσεων τοῦ Ἑλληνόπαιδος κατὰ τὴν περίοδον τοῦ πολέμου (1943-1944), ὑπὸ Π. Ι. Λαμπρινάνου καὶ Κ. Βασιλάκη. Ἀνεκοινώθη ὑπὸ κ. Ν. Ἐξαρχοπούλου.

Ἡ ἡμετέρα ἐργασία γενομένη κατὰ τὰς πλέον δυσκόλους καὶ δυσχερεῖς βιοτικὰς καὶ ἐπίσπιτιστικὰς συνθήκας τὰς ὁποίας διῆλθε καὶ διέρχεται ἀκόμη καὶ σήμερον ἡ Πατρίς μας, σκοπὸν ἔχει, ἀφ' ἑνὸς μὲν νὰ καταστήσῃ γνωστὰ τὰ συμπεράσματα ὠρισμένων ἐπιστημονικῶν ἐρευνῶν μας σχετικῶς μὲ τὴν σωματικὴν ἀνάπτυξιν καὶ τὴν ἐν γένει ὑγείαν τῶν Ἑλληνοπαίδων, ὡς αὕτη διεμορφώθη ὑπὸ τὴν ἐπίδρασιν τοῦ ὑποσιτισμοῦ (ποσοτικῶ καὶ ποιοτικῶ) κατὰ τὸν παρόντα πολεμικὸν λιμὸν καὶ ἀφ' ἑτέρου, νὰ κρούσῃ τὸν κώδωνα τοῦ κινδύνου, ὅστις ἐπαπειλεῖ τὸ μέλλον τῆς φυλῆς ἐκ τῆς ἐνδεχομένης παρατάσεως τῆς ὑποσιτίσεως τῶν παίδων εἰς τρόπον ὥστε νὰ κινήσῃ τὸ ἐνδιαφέρον τοῦ Κράτους καὶ τῆς Κοινωνίας πρὸς ταχεῖαν λῆψιν τῶν ἀναγκαίων μέτρων, τὰ ὁποῖα θὰ δυνηθοῦν νὰ θεραπεύσουν ἢ τοῦλάχιστον νὰ περιορίσουν εἰς τὸ ἐλάχιστον δυνατὸν ὄριον τὰ ὀλέθρια ἀποτελέσματα τῆς ἀνεπαρκοῦς διατροφῆς, ὥστε νὰ διαφυλάξωμεν τὸν μοναδικὸν αἰμοδότην τοῦ Ἐθνους, ὅστις παραμένει εἰς τὰς τοιαύτας περιστάσεις διὰ τὴν ἐπιβίωσιν μιᾶς φυλῆς· δηλαδὴ τὰ Παιδί.

Ὡς βάσιν τῶν ἐρευνῶν μας πρὸς ἐκτίμησιν τῆς σωματικῆς ἀναπτύξεως καὶ τῆς ἐν γένει θρέψεως καὶ ὑγείας τοῦ Ἑλληνόπαιδος ἐπροτιμήσαμεν ἀντὶ πάσης ἄλλης ἱατρικῆς ἐξετάσεως, τὰς γνωστὰς κλασσικὰς σωματομετρικὰς μεθόδους, ἧτοι: ἀναστήματος, βάρους, κλπ. διότι ὡς τυγχάνει γνωστὸν ἡ συλλογὴ στοιχείων ἀφορώντων τὰς ἀνθρῳπομετρικὰς διαστάσεις τοῦ παιδὸς ἐν τῇ ἐξελίξει αὐτοῦ, τοῦτ' ἔστιν περὶ τοῦ ἐὰν ἡ σωματικὴ αὔξησις τούτου ἐπιτελῆται φυσιολογικῶς ἢ παρουσιάσῃ ἀποκλίσεις τινὰς ἀπὸ τῆς κανονικῆς τροχιάς τῆς ἡλικίας ἢ καὶ τοῦ φύλου του, τόσον κατὰ τὴν ἐκάστοτε σωματικὴν του διάπλασιν ὅσον καὶ κατὰ τὴν πορείαν, ἢν αὕτη ἀκολουθεῖ, ἀποτελεῖ τὸ καλύτερον κριτήριον διὰ τὴν ἐξακρίβωσιν τῆς φυσιολογικῆς ἢ μὴ ἐξελίξεως τοῦ παιδικοῦ ὄργανισμοῦ.

Ἡ ἔρευνα πρὸς γνῶσιν τῆς σωματικῆς ἀναπτύξεως τοῦ παιδὸς στηριζομένη ἐπὶ συστηματικῶν σωματολογικῶν μετρήσεων τῆς παιδικῆς ἡλικίας ἀπασχόλησε διαφόρους κατὰ καιροὺς ἐρευνητάς, εἰς ἀπάσας σχεδὸν τὰς πεπολιτισμένας χώρας. Παρ' ἡμῖν ἀνάλογος ἐργασία ἐγένετο τὸ πρῶτον (1920) ὑπὸ τοῦ καθηγ. Ἐμμ. Λαμπαδαρίου. Τὸ ἔργον ὅμως τοῦ καθ. Ν. Ἐξαρχοπούλου (1930) παραμένει μέχρι τῆς στιγμῆς