

ΒΙΒΛΙΟΓΡΑΦΙΚΗ ΡΕΔΕΣ. ΘΕΣ/ΝΙΚΗ
ΣΠ. Γ. & Ο.Ρ.

9488

* ΕΡΓΑΣΤΗΡΙΟΝ
ΠΙΘΑΓΓΑ - ΕΛΛΗΝΟΠΛΑΤΙΑΣ

ΛΥΣΙΜΑΧΟΥ Ν. ΜΑΥΡΙΔΟΥ

'Αριστούχου Πτυχιούχου των Μαθηματικών

ΠΕΡΙ ΤΗΣ ΜΑΘΗΜΑΤΙΚΗΣ ΕΚΦΡΑΣΕΩΣ
ΤΗΣ ΕΤΗΣΙΑΣ ΠΟΡΕΙΑΣ ΤΗΣ ΘΕΡΜΟΚΡΑΣΙΑΣ ΤΟΥ ΑΕΡΟΣ
ΚΑΙ ΤΩΝ ΜΕΤΑΒΟΛΩΝ ΑΥΤΗΣ
ΑΠΟ ΠΕΡΙΟΔΟΥ ΕΙΣ ΠΕΡΙΟΔΟΝ ΤΗΣ ΗΛΙΑΚΗΣ ΔΡΑΣΕΩΣ

ΔΙΑΤΡΙΒΗ ΕΠΙ ΔΙΔΑΚΤΟΡΙΑ,
ΥΠΟΒΑΘΣΕΙΣΑ ΕΙΣ ΤΗΝ ΦΥΣΙΚΟΜΑΘΗΜΑΤΙΚΗΝ ΣΧΟΛΗΝ
ΤΟΥ ΠΑΝΕΠΙΣΤΗΜΙΟΥ ΘΕΣΣΑΛΟΝΙΚΗΣ

QC
901.A1
.M38
1954
c.1
ΔΙΔ

ΘΕΣΣΑΛΟΝΙΚΗ
1954

ΠΡΟΛΟΓΟΣ

Εἰς τὸν παρούσαν μελέτην ἐρευνῶνται εἰδίναι περιπτώσεις τῶν ἔξης δύο προβλημάτων:

α) Τοῦ προβλήματος τῆς μαθηματικῆς ἐκφράσεως τῶν ἐμπειρικῶν συναρτήσεων οὐαὶ

β) Τοῦ προβλήματος τῆς ὑπόρξεως ἢ μὴ συνεχετίσεως μεταξύ ἡλιαιῶν οὐαὶ μετεωρολογικῶν φαινομένων.

Τό πρῶτον ἔξαυτῶν εἶναι ἐν τῷ σπουδαιοτέρῳ προβλημάτων τῶν Ἐφημοσμένων Μαθηματικῶν, ἐνῷ τό δεύτερον ἀποτελεῖ τό βασικόν πρόβλημα τοῦ σχετικῶς νέου ἐπιστημονικοῦ ιλαίδου τῆς Αστρομετεωρολογίας.

Ἐπειδὴ δέ ἡ σχετική μέταξις τῶν προβλημάτων ἐλληνικὴ βιβλιογραφία δέν δυναταινδίθεωροῦ ὡς πλουσία, ἐκρίθη δὲν θετοῦσα δύναμος μία ουαὶ τὸ δυνατόν σύντομος ἔνθεσις τινῶν ἐν τῷν υψηλώτερων επιμείων τῶν προβλημάτων αὐτῶν, ἡ ὥποια οὐαὶ παρατίθεται εἰς τὴν εισαγωγὴν τῆς παρούσης οὐαὶ τὴν παράγραφον τὸν σχετικὸν μέτρον προσαρτοῦνταν.

Δημοσιεύειν τὸν μελέτην μου ταῦτην θεωρῶ ιαθῆνον ὅπως εὐχαριστήσω οὐαὶ δημοσίᾳ τοὺς σεβαστοὺς μου Καθηγητάς ἐν τῇ Φυσικομαθηματικῇ Σχολῇ τοῦ Πανεπιστημίου Θεσσαλονίκης διό τὸν πρόστιν ἐπιστημονικὴν ἐρευναν ἀγαπῶν τὴν ὥποι-

αν μοι ἐνέπνευσαν, διά τῆς διδασκαλίας καὶ τοῦ παραδείγματός των.

Γιδιαιτέρως εὐχαριστῶ θερμῶς τὸν Διευθυντὴν τοῦ Ἐργαστηρίου Αστρονομίας καὶ σεβαστὸν μου Καθηγητὴν ο. Γεωργίου Σανθάκην, τόσον διά τὴν ὑπόδειξιν τοῦ θέματος τῆς παρουσίας διατριβῆς, όσον καὶ διά τὴν πολύτιμον συμπαράστασιν του καθ' ὅλην τὴν διάρκειαν τῶν σχετικῶν προσαντην ἐρευνῶν μου.

Αἱ χρηματοοικοθεῖαι τίμαι τῶν θερμομετρασιῶν ἐλήγουσαι ὡς ἐπὶ τὸ πλεῖστον ἐν τοῦ, ὑπὸ τοῦ Γραμματέως τοῦ Smithsonian Institution ο. A. Wetmore, διηρεάν ἀποσταλέντος τούς World Weather Records I, ἀἱ δέ τίμαι τῶν μήναν τοῦ Ηλίου ὑπελογίσθησαν ἐν πίνακος εὑρενῶς ἀποσταλέντος ὑπὸ τοῦ Ἐπιμελητοῦ τοῦ Αστρονομικοῦ Ἰνστιτούτου τοῦ Εθνικοῦ Αστεροσημείου Αθηνῶν ο. Γ. Αδαμοπούλου. Ημερογέρους εὐχαριστῶ καὶ ἐντεῦθεν θερμῶς.

ΕΙΣΑΓΩΓΗ

ΤΟ ΠΡΟΒΛΗΜΑ ΤΗΣ ΥΠΑΡΞΕΩΣ ΣΥΣΧΕΤΙΣΕΩΣ ΜΕΤΑΞΥ ΗΛΙΑΚΟΥ ΚΑΙ ΜΕΤΕΟΡΟΛΟΓΙΚΟΥ ΦΑΙΝΟΜΕΝΟΥ

I. Όριομός ναιχαραυτηρίσινα τῆς ἐτησίας πορείας.

Στ. Οι γνωστόν ἡ καλυτέρα μεθόδος διάτην μελέτην τῆς ἐτησίας πορείας τῆς θερμοιρασίας τοῦ ἀέρος εἶναι ἡ ἔξης: ἐν μιᾷς μαιρᾶς σειρᾶς παρατηρήσεων νὰ εὑρυμεν τὴν μέσην θερμοιρασίαν ἐνδέσης τῶν 365 ἡμερῶν τοῦ ἔτους. Η οὕτω προινύπτουσα σειρὰ τῶν 365 αὐτῶν μέσων ἡμεροσίων θερμοιρασιῶν θὰ μᾶς ὕδιδεν τὴν ἐτησίαν πορείαν τῆς θερμοιρασίας τοῦ ἀέρος τοῦ τόπου τούτου, ματά τὸ θεωρηθὲν χρονικὸν διάστημα.

Η ματά τὸν τρόπον τοῦτο μελέτη τῆς ἐτησίας πορείας τῆς θερμοιρασίας τοῦ ἀέρος* παρουσιάζει ὅλως ἡδιαιτέρον ἐνδιαφέρου, μαθόσον μᾶς ἐπιτρέπει νὰ ἀποικαλύψωμεν ναὶ μελετήσωμεν ὥρισμένας ἀνυμαλίας τῆς ἐτησίας πορείας, αἵτινες παρουσιάζονται, εἴτε ὡς ἀπότομοι πτώσεις τῆς θερμοιρασίας ματά τὴν ἐποχήν τῆς αὐξήσεως αὐτῆς, εἴτε ὡς ἀπότομοι ἄνοδοι αὐτῆς ματά τὴν ἐποχήν τῆς ἐλαττώσεως της ματά ἐνέχουν ἡδιαιτέραν επιμασίαν [εἰς].**

*Θεωρικός ματωτέρω θὰ ἀναγέρωμεν ἀπλῶς «ἐτησία πορεία» Οὐδὲν διαφέρει τὴν ἐτησίαν πορείαν τῆς θερμοιρασίας τοῦ ἀέρος.

**Οἱ ἐντὸς τῶν ἀγνούντων ὥρισμοί ἀποτελοῦν παραπομπάς εἰς

Η μέθοδος ὅμως αὕτη παρουσιάζει τόνισταθι δύο σημαντικά μειονευτήματα:

α) Διδ να ἔχαρμαμεν μέσας τῆμεροιας θερμοιρασίας δι' εὐδοτην ήμέραν τοῦ ἔτους θά πρέπη, διδυάπαλειρθοῦνται τυχαῖαι μεταβολαι, να διαθέτωμεν πολύ μαυράς σειράς παρατηρήσεων, πρᾶγμα τό δποιον διά τούς πλείστους σταθμούς δεν δύναται να έπιτευχθῇ.

β) Η μελέτη μιᾶς τοιαύτης σειρᾶς ἐν 365 ἀριθμῶν εἶναι δυσκερής λόγῳ τοῦ πολυαριθμού των.

Πρός ἀποργήν τῶν ἀνωτέρω μειονευτημάτων, ἔχρησιμο ποιήθησαν διά τὴν μελέτην τῆς ἑτησίας πορείας, αἵ μέσαι θερμοιρασίαι αἱ ἀναφερόμεναι εἰς χρονικά διαστήματα 5, 7, 10 τῆμερῶν κ.ο.κ. Κυρίως ὅμως, γίνεται πρός τοῦτο κρήσις τῆς σειρᾶς τῶν 12 μέσων μηνιδιών θερμοιρασιῶν. Τῇ βοηθείᾳ τῶν 12 αὐτῶν ἀριθμῶν δυνάμεθα νῦν μελετήσωμεν εὖνολως πλέον τὴν ἑτησίαν πορείαν, οὐδόμην οὐδὲ διά σταθμούς μη διαθέτοντας μαυροχρονίους παρατηρήσεις.

§ 2.- Διάνακταστήσωμεν ὅμως περισσότερον ὀποτικήν τὴν μελέτην ταύτην τῆς ἑτησίας πορείας, χρησιμοποιοῦμεν συνθῶς οὐδὲ τὴν γραφικήν παρδεστασιν αὐτῆς. Λαμβάνομεν δηλαδὴ πέρι τοῦ ἀξονος τῶν τετμημένων 12 διαδοχικῶν σημείων ἀντιστοιχούντα εἰς τοὺς 12 μῆνας τοῦ ἔτους οὐαὶ ἐπί τοῦ ἀξονος τῶν τεταγμένων τὰς ἀντιστοίχους μέσας μηνιαίας θερμοιρασίας. Ένοῦντες τὰς ἀντιστοίχα σημεῖα διά μιᾶς συνεχοῦς καμπύλης ἔχομεν τὴν ἑτησίαν πορείαν τῆς θερμοιρασίας τοῦ ἀέρος τοῦ θευραυλένου σταθμοῦ κατά τό ὑπὸ δψιν χρονικόν διεστημα.

Όπως δεινυνόυν τάδε δεδομένα τῶν παρατηρήσεων, διά τούς σταθμούς τῶν εὑκράτων ζωνῶν, μὲ τοὺς ὅποιους οὐαὶ μόνον ἀεχολούμεθα ἐνταῦθα, η καμπύλη αὕτη παρουσιάζει μίαν ἀπλήν μύμανσιν μὲ ἐν μέριστον οὐαὶ ἐν ἀλάχιστον. Οὕτω λ.χ. διά τους στατήν εἰς τό τέλος τῆς παρουσίης παρατιθεμένην βιβλιογραφίαν.

θμούς τῆς βορείου εύπρατου ζώνης τό μέγιστον παρατηρεῖται ματά τὸν Σούλιον ἢ Αὔγουστον, τό δέ ἐλαχίστον ματά τὸν Ιανουαρίον ἢ Φεβρουάριον, ἀν καὶ τοπικός αἵτια δύνανται νά μετατοπίσουν τὰς ἐποχάς τῶν ὄμρων τιμῶν (Karachi, San Francisco).

Ἐκτός τῶν ἐποχῶν τοῦ μεγίστου καὶ ἐλαχίστου ᾧ ἔτερον καραυγηριστικὸν τῆς ἐποιας πορείας λαμβάνεται ἐπίσης καὶ τό ἐτήσιον εὔρος καὶ ὡς τοιοῦτον θεωρεῖται συνήθως ἢ διαφορὶ τῶν μέσων μηνιαίων θερμομούρασιῶν τοῦ θερμοτέρου καὶ ψυχρότερου μηνὸς τοῦ θερινού, μαθώς ἐπίσης καὶ ἢ μέση ἐποια θερμομούρασία.

§3.- Τά γέοσαρα ὅμως ταῦτα καραυγηριστικά τῆς ἐποιας πορείας, ἵτοι ἢ μέσην ἐποια θερμομούρασία, τό ἐτήσιον εὔρος καὶ αἱ ἐποχαὶ τοῦ μεγίστου καὶ ἐλαχίστου, δὲν ἀριουν διά τὴν βαθυτέραν μελέτην τοῦ φαινομένου. Κυρίως δέν μᾶς ἐπιχρέπουν νά συνηρίωμεν ἴμανοποιητικῶς μεταξύ των τὰς ἐποιας πορείας διαφόρων σταθμῶν ἢ καὶ τοῦ αὐτοῦ σταθμοῦ ματά διάφορα χρονικά διαστήματα. Διά νά ματαστή τοῦτο δυνατόν δηροτίθησαν πλείσται λύσεις ὅπως Λ.χ. ἢ χρησιμοποίησις τῶν μαλούμενων «σχετικῶν θερμομούρασιῶν» τοῦ Köppen [8] ο.ο.η.

Καθώς ὅμως εἶναι εὐνόητον, διά νά ματαστήσωμεν δυνατήν τὴν βαθυτέραν μελέτην τῆς ἐποιας πορείας τῆς θερμομούρασίας τοῦ ἀέρος, ὅπως ἄλλωστε καὶ τῶν πλείστων φυσικῶν φαινομένων, πρέπει νά ἀναλητήσωμεν πρώτον τὴν μαθηματικήν ἐνδραγήν αὐτῆς, δηλαδή νά ἐπιδιωξώμεν δύο τίνα:

α) Νά εὑρυμεν μίαν ματάλληλον ἀνεξάρητον μεταβλητήν x τῆς ἐποιας πορείας τοῦ ἀέρος.

β) Νά ενδράσωμεν τὴν ἐποιαν πορειαν τῆς θερμομούρασίας τοῦ ἀέρος T_i , $i=1,2,\dots,12$, ὡς συνάρτησιν $T=T(x)$ τῆς μεταβλητῆς ταύτης. Φυσικά ἡ συνάρτησις αὕτη θά πρέπει νά ἔχῃ ματάλληλον καὶ ματά το δυνατόν ἀπλῆν μορφήν.

Η επηρεσία τῆς εὑρέσεως μιᾶς τοιαύτης μαθηματικῆς

εναρράσεως εἶναι μεγίστη, τούς διά τους προαναγερθέντας λόρους, ὅσον υψηλώναι διά δύο ἄλλους λόρους, περὶ τῶν δποίων θά δημιλήσωμεν εὐθὺς ἀμέσως.

II. Παράγοντες διαμορφούντες τὴν ἐπισίαν πορείαν.

§4.- Οἱ υψηλώτεροι παράγοντες οἱ δύοιοι ρυθμίζουν τὴν θερμοκρασίαν τῶν κατωτέρων στρωμάτων τῆς ψηίνης ἀτμοσφαιρας, εἶναι ως ρυνατόν οἱ ἔξηνες:

α) Ἡ ποσότης τῆς ἥλιανης ἀντινοβολίας ή δύοια προσπίπτει ἐπὶ τῶν ἔξωτερινών δρίων τῆς ψηίνης ἀτμοσφαιρας ἢ, ὅπερ τὸ αὐτό, ή δύοια θά προσπίπτειν ἐπὶ τῆς ἐπισίαν πορείας τῆς, έδιναντη τοτερεῖτο ἀτμοσφαιρας.

β) Ἡ ηπίδρασις τῆς ψηίνης ἀτμοσφαιρας. Αὕτη μάλιστα εἶναι συνισταμένη δύο ἄλλων: τῆς ηπίδρασεως ἢν θά ἔξηνει ή ψηίνη ἀτμοσφαιρας εύρισκομένη ἐν πρεμίᾳ ἐπὶ τῶν διαυτῆς διερχομένων κατ' ἀμφοτέρας ταῦς γοράς ἀντινοβολιῶν καὶ τῆς ηπίδρασεως τῆς ὀρειλομένης εἰς τὰς ἐν τῇ ἀτμοσφαιρᾳ μετανιψεις ἀερίων μαζῶν.

γ) Αἱ θερμικαὶ γριότητες τῆς ἐπισίας τῆς Γῆς, ἡσοι ἀναιλαστική ἵνανότης, θερμοχωροτικότης ι.ο.η.

δ) Τέλος ὑπάρχουν καὶ ἄλλοι δευτερεύοντες παράγοντες ὅπως λ.χ. ταύθαλασσια ρεύματα ι.ο.η.

§5.- Σε τῶν παραγόντων τούτων, τοῦ πρώτου ή ηπίδρασις δύναται νάι υαθορισθῇ πλήρως.

Εὑρέθη πράγματι ὑπό τοῦ MilanKoritček [20,2] ὅτι ἡ ποσότης τῆς ἥλιανης ἀντινοβολίας την δύοιαν δέχεται ή μόνας τῆς ἐπισίας τῆς Γῆς (ὑποτιθεμένης ἀνευ ἀτμοσφαιρας) εἰς τόπουν πλάστους φ, υαθ' ὅν χρόνον τόμηνος τοῦ Ηλίου μεταβάλλεται μεταξύ τῶν τιμῶν λ₁ καὶ λ₂ εἶναι:

$$(1) \quad W = \frac{T}{2\pi^2} \cdot \frac{I_0}{\alpha^2 \sqrt{1-e^2}} \left[b_0 (\lambda_2 - \lambda_1) - \frac{\pi}{2} \eta \mu \epsilon \eta \mu (\sin \lambda_2 - \sin \lambda_1) \right]$$

$$-\frac{b_1}{2}(\eta\mu 2\lambda_2 - \eta\mu 2\lambda_1) + \frac{b_2}{4}(\eta\mu 4\lambda_2 - \eta\mu 4\lambda_1) - \dots]$$

όπου T, I_o, ϵ, α και e είναι άντιστοιχία τη διάρκεια του άστρικου έτους, η πλισμή σταθερά, η λόξωσης της ζυλεπτικής, ο μέρας πύματων και η έκκεντροτής της γηίνης τροχιάς, $b_0, b_1, b_2 \dots$ δε συντελεσταί εξαρτώμενοι στην πλάτους φ^* .

Εν τού τύπου τουτου ο Καθηγητής κ. Ξανθάκης προσδιορίζει τας μέσας μηνιαίας τιμάς S_i της πλισμής αντινοβολίας έπι της έπιγανείας της Γης, ύποτιθεμένης άτμοσφαιρας και είς τόπον των εύπρατων ζωνών πλάτους φ διάτης σχέσεως [34]:

$$(2) \quad S_i = \frac{T}{2\pi^2} \cdot \frac{I_o \cdot b_0}{\alpha^2 \sqrt{1-e^2}} \left[1 + K \eta \mu L_i \right] \quad i=1,2,\dots,12$$

όπου:

$$K = \frac{\pi}{2} \frac{\eta \mu 15^\circ}{15 b_0} \cdot \eta \mu \epsilon \cdot \eta \mu \alpha$$

και L_i τό μῆνος του Ήλιου κατά τό μέσον του άντιστοιχου μηνός.

Έν τού τύπου (2) τέλος, τη βοηθεία του νόμου του Stefan, εύρισκει τας 12 μέσας μηνιαίας θερμομορφίας της έπιγανείας της Γης είς τόν θεωρούμενον τόπον τη βοηθεία της σκέσεως [36]:

$$(3) \quad T_i = Q \left[1 + \frac{1}{4} K \eta \mu L_i \right] \quad i=1,2,\dots,12$$

όπου:

$$Q = \left[\frac{T}{2\pi^2} \cdot \frac{I_o \cdot b_0}{\alpha^2 \sqrt{1-e^2}} \right]^{\frac{1}{4}}$$

Η σχέσης (3) μᾶς παρέχει ευνεπώς τήν έτησιαν πορείαν της θερμομορφίας της έπιγανείας της Γης είς τόν θεωρούμενον τόπον των εύπρατων ζωνών. Φυσικά η σχέσης αύτη ίσχυει όπό τας έντεθείσας προϋποθέσεις: απονοσία της γηίνης άτμοσφαιρας, πληρης ίσχυς του νόμου του Stefan είς τήν περιπτωσιν ταυτην ι.ο.ι.

* Ο τύπος ούτος δεν ίσχυει διότι την μακράν πολιτική μέραν ή νύντα.

§6.- Ένως όμως μαθορίζεται τόσον σαφώς ὡρόλος τοῦ παράγοντος (α) εἰς τὴν διαμόρφωσιν τῆς ἐποικίας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος, δὲν ισχύει τὸ αὐτό καὶ διὰ τούτου τῶν λοιπῶν παραγόντων. Διὸ γνωρίζομεν δηλαδὴ ἀκριβῶς τὰς τροπολογίεις ταῖς δημοιαῖς πρέπει να ἐπιτιθέρωμεν ἐπὶ τῆς σχέσεως (β) συνεπείᾳ τῆς ἐπιδράσεως ἑιδέτου τῶν παραγόντων (γ), (γ) καὶ (δ) διὰ να λαβθῶμεν οὕτω τελικῶς τὴν ζητούσαν πορείαν τῶν παραπρομένων θερμοκρασιῶν τοῦ ἀέρος. Πρὸς τὴν οικείωσιν αὐτῆν τυγένοντο παλαιὶ προσπάθειαι ὅπους ἡ τοῦ *Milanovič* [29,21] καὶ γίνονται ἀκόμη καὶ δὲλται [π.13], χωρὶς όμως να δύναται εἰσέτι να λεχθῇ ὅτι ἐπετεύχθη ἡ ὄριστιν λύσις τοῦ προβλήματος.

Αλλά, μολονότι ὁ προσδιορισμὸς τῆς ἐπιδράσεως ἑιδέτου τῶν παραγόντων (β), (γ) καὶ (δ) μεκυρισμένως ἐπὶ τῆς διαμόρφωσις τῆς ζητούσας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος, τυγχάνει ὡς ἐλέχθη δυσκερής, την τούτοις δυνάμεθα να λαβθῶμεν μίαν εἰνόνα τῆς συνολικῆς ἐπιδράσεως αὐτῶν ἐπὶ τῆς μέσης ζητούσας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος ὡς ἔχης: ἀναζητοῦμεν μίαν οιατάλληλον μαθηματικὴν ἕκδρασιν τῆς ἐποικίας πορείας τῶν παραπρομένων θερμοκρασιῶν τοῦ ἀέρος, ὅποτε η σύγκρισις αὐτῆς πρὸς τὴν σκέψιν (β) μᾶς παρέχει τὴν ἴστουμένην συνολικήν ἐπίδρασιν τῶν παραγόντων (β), (γ) καὶ (δ) τοῦθ' ὅπερ διευνολύνει σημαντικῶς τὴν μελέτην τῆς ἐπιδράσεως ἑιδέτου τῶν παραγόντων τούτων μεκυρισμένως.

III.. Αἱ οιαρικαὶ καὶ οιλιματικαὶ μεταβολαὶ παρατητῶν σύγχρονον ἐποχήν.

§7.- Αλλά καὶ ἀπό μιᾶς ἄλλης ἀπόψεως παρουσιάζει ἐπίσης ἐνδιαφέρον τὸ εὑρετικὸν οιατάλληλον μαθηματικὴν ἐπίδρασιν τῆς ἐποικίας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος.

Ως γνωστόν ἐν ἀπό τούτων ἐνδιαφέροντα προβλήματα τὰ σχετικά μὲ τὸν πλανήτην Γῆ εἶναι καὶ τούτο πρόβλημα τῶν

μεταβολῶν τοῦ κλίματος τοῦ πλανήτου τούτου.

Συνήθως μάλιστα διαπίνομεν τάς μεταβολάς ταύτας εἰς τάς ἔξης ουριασματηριας:

α) Τάς τῶν γεωλογικῶν ἐποχῶν

β) Τάς τῶν ἴστορικῶν χρόνων

γ) Τάς τῆς συγχρόνου ἐποχῆς

Εἰς τὴν πρώτην ουρηριαν ὑπάρχουται αἱ σημαντιναὶ τῷ οὔτι αλιματιναὶ μεταβολαὶ αἱ ὄποιαι ἔλαβον χώραν οὐταὶ τοὺς προηγουμένους γεωλογικούς αἰώνας μέχρι καὶ τοῦ τελευταίου παγετώνος τῆς πλειστουναίου ἐποχῆς.

Εἰς τὴν δευτέραν ἀντίκουν αἱ ἀπό τοῦ παγετόνος τούτου οὐαὶ μέχρι τῆς ἐνδρέεως τῶν πρώτων μετεωρολογικῶν παρατηρήσεων (18^{ος} αἰών) ἐπισυμβάσαι.

Αἱ διότι τῆς ἐποχῆς δέ ταῦτα οὐαὶ ἐντεῦθεν λαθοῦσαι οὐαὶ λαμβάνουσαι εἰσέτι χώραν ἀποτελοῦν τὴν τρίτην τῶν ἀνωτέρω ουρηριῶν.

38.- Διότιν μελέτην τῶν πρώτων μεταβολῶν μεταχειρικόμεθα τὰ δεδομένα τῆς γεωλογικῆς ἐρεύνης. Διότι τὰς μεταβολὰς τῆς δευτέρας ουρηριας χρησιμοποιοῦμεν τὰς διαφόρους ἴστορινδις πληροφορίας, ὡς οὐαὶ ὅλας τινάς πηγάδες (δακτύλιοι τῶν στενόρων ι.λ.π.)

Διό τὸν μελέτην τέλος τῶν μεταβολῶν τῆς συγχρόνου ἐποχῆς θά πρέπη να ἔξετάσιμεν τὰς τιμόδες τῶν διαφόρων μετεωρολογικῶν στοιχείων τὰς ὄποιας μᾶς παρέσχον αἱ γενόμεναι παρατηρήσεις. Έπειδόμενα μάλιστα οὐταὶ οὐαίρους αἱ παρατηρήσεις γένονται διά διαφόρων ὀργάνων οὐαὶ οὐταὶ διαφόρων μεσόδοντας, συνάμα δέ ἔλαβον χώραν οὐαὶ διάφοροι μετακινήσεις τῶν σταθμῶν, οὐαίσταται ἀναγναῖον, προκειμένου να μελετήσουμεν μίαν τοιαύτην σειράν παρατηρήσεων, να ἐπιχείρησιμεν προηγουμένως εἰς τὰς εὑρεθεῖσας τιμόδες ουταλληλους διορθώσεις, ὥστε να οὐαίστη ἀντορμογενῆς [8]. "Ἐν πολὺτιμον διάμιαν τοιαύτην μελέτην βοήθημα εἴ-

ναι και τό δπο' τοῦ Smithsonian Institution ξεδοθέν « World Weather Records » [5], εἰς τό δποϊον περιέχονται αἱ δημοφενεῖς ὡς ἐπὶ τό πλεῖστον σειραὶ τῶν μέσων μηνιαίων τιμῶν τῶν κυριῶν μετεωρολογικῶν στοιχείων, ἥτοι θερμομετρίας, πιέσεως καὶ ὑψούς βροχῆς, διστάσεων πλειστους τῶν σταθμῶν τῶν ἔκοντων μακρὸν σειρῶν παρατηρήσεων.

§9.—Ἔν τέ ἐξετάσωμεν μιαν τοιαύτην σειράν τιμῶν ἐνισχυόμενης μετεωρολογικοῦ στοιχείου, λ.χ. τῆς θερμομετρίας, διαπιστοῦμεν εὐνόλως ὅτι ἐντός τῆς «κανονικῆς» πημερσίας καὶ ἐποικίας μεταβολῆς τῶν τιμῶν τοῦ στοιχείου τούτου, λαμβάνουν χώραν καὶ ἄλλαι μεταβολαί, ἐν τῶν δποιων ἄλλαι μὲν εἶναι βραχείας διαρκείας, ἄλλαι δέ μακρᾶς τοιαύτης. Εἶναι αἱ λεγόμεναι «ἀνώμαλοι καιροί μεταβολαί».

Ομοίως, ἐν συγκρίνωμεν ταῖς μέσας τιμαῖς τοῦ στοιχείου τοῦ του ταῖς ἀντιστοιχούσας εἰς διαδοχικαίς χρονικά διαστήματα δειπδούν τινῶν ἐτῶν, παρατηροῦμεν ὥρισμένας διαφοράς αἱ δποῖαι καὶ συνιστοῦν ταῖς μακρομένας «κλιματικές μεταβολές»*

Αἱριθάς δέ ἡ πρόφροπσις τῶν μεταβολῶν τούτων, καιριῶν καὶ κλιματικῶν, ἀποτελεῖ τό ἀντικείμενον τῆς μετεωρολογικῆς προγνώσεως, ὅτις, ὡς γνωστόν, ἀναλόγως τοῦ χρονικοῦ διαστήματος εἰς τό δποϊον ἀναρρέεται, καρακτηρίζεται ὡς βραχείας, μέσης καὶ μακρᾶς διαρκείας. Συνεπώς διδοῦντας την πρόγνωσις οὐ πρέπει να μετετηθοῦν προπονούμενας αἱ μεταβολαὶ αὗται καὶ να' εύ-

* Πρέπει να σημειωθῇ ἐνταῦθα ὅτι τό εὖρος τῶν κλιματικῶν μεταβολῶν τούτων κατὰ τὴν σύγχρονον ἐποχήν, ὃσον καὶ μαρτυροῦνται τελευταῖσιν ἴστοριοις χρόνοις εἶναι ἐν γένει μικρόν. Ως ἐν τούτου καὶ διετυπώθησαν εορταραὶ ἀντιρρήσεις ὃσον ἀρρόφηται τὴν ὑπαρξίν τοιούτων μεταβολῶν, δι' ὥρισμένων τούλαχιστον τοίτους. Υδιαιτέρως ἐνδιαφέρουσαι ἀλλό τῆς ἀπόψεως αὐτῆς εἶναι αἱ ἐργασίαι τοῦ Δημητρίου Αἰγινίτου καὶ τῶν Ι.Κ.Βασιλείου Αἰγινίτου καὶ Ηλία Μαριολοπούλου περὶ τῆς σταθερότητος τοῦ κλιματος τῆς. Ελλόδος ἀπό τῶν Μινωικῶν χρόνων καὶ ἐντεῦθεν [1].

ρεθοῦν οἱ νόμοι καὶ τὰ αἴτια των.

§10.—Τὸ πρῶτον ἔρωτημα τὸ δύοιον τίθεται ἐν προ-
κειμένῳ, εἶναι τὸ οὐατό πόσον αἱ μεταβολαὶ αὗται αἱ υλιματιαι
καὶ υψηλώς αἱ υαιριναι ὑπόσεινται εἰς νομογένειάν τινα ἢ εἶναι
τυχαῖαι. Εἶναι εὐνότον ὅτι εἰς τὴν δευτέραν περιπτωσιν ἡ πρό-
γνωσις θάττο ἀδύνατος. Ἀποδεινύεται δῆμος στατιστικῶς ὅτι δεν
δύνανται να εἶναι αὗται τυχαῖαι [2]. Υπάρχουν δυναπάντιοι νόμοι πού
τὰς διέπουν καὶ αἴτια πού τὰς προκαλοῦν.

Διά τὴν ἀνεύρεσιν τῶν νόμων τόσον τῶν υαιρινῶν ὅσον
καὶ τῶν υλιματικῶν μεταβολῶν ἐγένοντο καὶ γίνονται συνεχῶς
ἐπίμονοι ἔρευναι. Κυρίως ἐπιζητεῖται να' διαχυριζθοῦν αἱ ὑπόρ-
χουσαι γενικαὶ τάσεις (trends), ἀπό τὰς υψηλινὰς μεταβολάς,
(cycles) περιοδικὰς ἢ ἡμιπεριοδικὰς καὶ τὰς ἀρρύθμους τοιαυ-
τὰς [22]. Ο διαχωρισμός τῶν τριῶν αὐτῶν συνιστωσῶν καὶ υψη-
λως ἡ ἀναζήτησις τῶν «κειρυμμένων» περιοδικοτήτων τοῦ
καιροῦ καὶ τοῦ υλίματος, ὅτις καὶ μίνεται δι' εἰδικῶν στατιστικῶν
μεθόδων [4], ἀπασχολεῖ σήμερον πολλούς ἔρευνητας. Εὑρέθησαν
πρόγραμματι πολυαριθμοὶ τοιαῦται περίοδοι λιαν ποικίλοις διαριεῖσας
[29,25]. Βεβαίως πλεῖσται ἐξ αὐτῶν οὐδεμίαν ἔχουν σχέσιν πρός
τὴν πραγματικότητα, προμύψασαι ὅλως κάρις εἰς τὰς γενομέ-
νας ἔξομαλύνσεις καὶ τὰς κροτιμοποιηθείσας προσεγγίσεις*. Πα-
ρὰ ταῦτα, ὅπος ἀναρρέει καὶ σ Willett [25], αἱ στατιστικαὶ αδ-
ται ἔρευναι ἃν καὶ μαιραὶ καὶ ἐπίπονοι ἔξαιροι οὐδούσιοι πάντα
να παραμένουν αἱ πλέον ἄμεσοι καὶ δύνανται νάμας παράχουν
τελικῶς λιαν ἐνδιαφερούσας πληροφορίας.

Οσον ἀρρόφη τὰ αἴτια τῶν οὐατῶν μεταβολῶν διετυ-
πάθησαν οὐατά καιραὶ πλεῖσται θευρίσαι. Άν τις ερέσεων δῆμος τὰς
μεταβολὰς οὐατά τὰς γεωλογικὰς ἐποχάς διά τὰς ὁποίας ὑπάρχουν
αιώνιοι σημαντικαὶ διχογνυμίαι [3] διά τὰς λοιπὰς τόσον τὰς
τῶν ἴστορικῶν χρόνων, ὅσον καὶ τὰς τῆς ουγκρόνον ἐποχῆς εἶναι
σχεδόν δρογώνιας παραδειτόν τημερον ὅτι τὸ πρωταρχιού αἴτιον

*Η γνώμη αὐτη διετυπώθη οὐαί δι' αὐτήν ἀνέμη τὴν περίεργην έξετη περίο-
δον τοῦ Brückner. [2].

αὐτῶν, πρέπει ναί ἀναζητηθῆ τοῖς τὸν Ἡλίου οὐαὶ αυρίων εἰς τὰς
μεταβολὰς τῆς ἡλιακῆς δράσεως ζεν γένεται. [245]

IV. Αἱ μεταβολαὶ τῆς ἡλιακῆς δράσεως.

§ 11.—Ως γνωστόν ἡ ἡλιακὴ δράσις παρασημίζει συν-
εχεῖς μεταβολὰς τόσον βραχείας ὡσον οὐαὶ μαυρᾶς διαφυγίας [40].
Αἱ βραχείας διαφυγίας μεταβολαὶ συνοδεύουσιν συνήθως τὴν ἐμφά-
νισιν τῶν λαμπρῶν χρωμοεδαφίων ἐυρήξεων (ἐνλάμ-
ψεων, ἀναλαμπῶν, flares), τὴν ἐμφάνισιν μεγάλων ἢ πολυαρι-
θμῶν κυλίδων ἢ τὴν διάβυσιν αὐτῶν διά τοῦ κεντρικοῦ μεσομ-
βρινοῦ τοῦ Ἡλίου ο.ο.η. Διά τὴν μελέτην ἀρχέτερου τῶν μαυρῶν
περιόδου μεταβολῶν, χρησιμοποιοῦμεν πρός χαρακτηρισμὸν τῆς
ἐνδετοτε ἡλιακῆς δράσεως, εἴτε τό πλῆθος τῶν κυλίδων ἐν πε-
ριεργασμένον διά τοῦ σχετικοῦ ἀριθμοῦ τοῦ Wolf, εἴτε τό συνολικὸν
ἐμβαδὸν τῶν κυλίδων ἢ τῶν πυρῶν ο.ο.η. Κυρίως γίνεται χρη-
σις τῶν σχετικῶν ἀριθμῶν τοῦ Wolf διά τὸν λόγον ὅτι τούτων
αἱ τιμαὶ εἶναι γνωσταὶ διάτρεγαλύτερον χρονικὸν διάστημα
οὐαὶ ευγνωμονίαν ἀπό τοῦ 1749 οὐαὶ ἐντεῦθεν [26]. Σημειώτε-
ον ὅτι ο.τάρχουν ἐνδείχεις ὅτι διά βραχέα τοῦ λαχίστον χρονικό
διαστήματα, οἱ ἀριθμοὶ οὗτοι δέν ἀποτελοῦν τό διαριθμέον μέτρον
τῆς ἡλιακῆς δράσεως.

Ἐν τῇ μελέτῃ τῶν τιμῶν τῶν σχετικῶν ἀριθμῶν τοῦ
Wolf, οὐαὶ ἐπίσης οὐαὶ ἐκ τῆς μελέτης οὐαὶ ἀλλού ἡλιακῶν ζο-
νομένων (μεταβολὴ τοῦ συνολικοῦ ἐμβαδοῦ τῶν κυλίδων οὐαὶ
πυρῶν, τοῦ σκήματος τοῦ στέρματος ο.ο.η.), διαπιστοῦμεν εὐνόλως
ὅτι ἡ ἡλιακὴ δράσις παρουσιάζει μίαν περιοδικὴν μεταβολὴν μέττε-
τη, οὐαὶ μέσον δρόν, περίοδον. Ἐν μάλιστα ὡς ἀρχὴν ἐκάστης τοι-
αύτης περιόδου τῆς ἡλιακῆς δράσεως λαίβαμεν τό ἔτος ὅπερ ἔπε-
ιται ἐκείνου οὐαὶ ἔχομεν τό ἐλαχίστον τοῦ μέσου ζητησίου ἀριθ-
μοῦ τοῦ Wolf, τότε αἱ ἀπό τοῦ 1749 οὐαὶ ἐντεῦθεν περίοδοι τῆς ἡ-
λιακῆς δράσεως παρέκονται ὑπό τοῦ εἰς τὸ τέλος τῆς παρούσης πα-
10

ρατιδεμένου πίνακος I. Εἰς τὴν τρίτην στήλην τοῦ πίνακος τούτου παρέχεται ὁ ἀντίστοιχος μέριστος ἐπῆσιος ἀριθμός τοῦ Wolf (Ν₁), εἰς δὲ τὴν τετάρτην στήλην ὁ διάπλιν περίοδον ταύτην μέσος ἐπῆσιος ἀριθμός τοῦ Wolf (Ν₂)

Ἐν τῇς μελέτῃ τοῦ πίνακος τούτου συνάγεται ὅτι αἱ διαδοχικαὶ περιόδοι τῆς ἡλιακῆς δράσεως δὲν εἶναι ἴσοτιμοι: τῶν 4 πρώτων περιόδων τάμεγιστα (Ν₁) εἶναι ύψηλά, τῶν ἑπομένων 3 χαμηλά π.ο.η. Η αὐτή οὐμανεῖ παρατηρεῖται καὶ ὅταν θευροῦμεν τοὺς μέσους ἐπηστατικούς ἀριθμούς τοῦ Wolf δι' ἐκδοτην περιόδον (Ν₂). Τοῦτο μᾶς ἄγει εἰς τὸ συμπλέρασμα ὅτι πιθανόν να ὑπάρχῃ καὶ ἄλλη περίοδος εἰς τὰς μεταβολὰς τῆς ἡλιακῆς δράσεως Σιαρκείας μεγαλυτέρας τῶν 11 ἢ τῶν 4.

Υπέρ τῆς ὑπάρξεως μιᾶς περιόδου διαρκείας μεγαλύτερας της ἔνδειαιτιας συνυγοροῦν καὶ ἄλλοι λόγοι ὥπας λ.χ. δ νόμος τοῦ Hale περιμεταβολῆς τῆς πολικότητος τῶν απλίδων ἀπό περιόδου εἰς περιόδον τῆς ἡλιακῆς δράσεως, συνυγορῶν συνεπῶς ὑπέρ μιᾶς 22 ετοῦς κατάμεσον ὅρον περιόδου.

Πάντως ὅμως ὁ ἀκριβῆς νόμος τὰς μεταβολῆς τῆς ἡλιακῆς δράσεως δὲν μᾶς εἶναι εἰσετι μνηστός, ἀν καὶ πολλαὶ προσπάθειαι γίνονται διά τὴν λύσιν τοῦ θεμελιώδους σημασίας προβλήματος τούτου [Ε, 26]

§12.—Σημειώτεον ὅτι τὰς ἀνωτέρας λεχθεντα ἀναφέρονται εἰς τὰς μεταβολὰς τῆς ἡλιακῆς δράσεως ἀπό τοῦ 1749 καὶ ἐντεῦθεν, πρὸς τὰς ὀποίας ἀκριβῶς καταβάλλεται προσπάθεια ὥπας συσχετισθοῦν αἱ ωκειρικαὶ καὶ υλιματικαὶ μεταβολαὶ τῆς συγχρόνου έποχῆς. Υπάρχουν ὅμως πληροφορίαι περὶ σημαντικῶν μεταβολῶν τῆς ἡλιακῆς δράσεως (ἐμφάνισις μεράλαιν ἢ πολυαριθμῶν απλίδων) κατὰ τὰς ἀπωτέρους παρελθόντας ἐνγυνειριμένων. ζαΐνεται ὅτι ἀπό τῶν ἀρχῶν τοῦτον τῆς χριστιανικῆς χρονολογίας, ὅπόθεν ἀρχίζομεν να ἔκυρες ταχεικαὶς πληροφορίαις, καὶ ἐντεῦθεν, συνέπονται μεταβολαὶ τῆς ἡλιακῆς δράσεως εὑρουσι μεγαλυτέρους τοῦ

τῶν μεταβολῶν αὐτῆς οὐατά τούς οὐ τελευταίους αἰώνας. Πρός αὐτάς δέ προσπλαθοῦν να συσχετίσουν ταύτα μεταβολάς τῶν τελευταίων ἴστοριών χρόνων.

Περὶ τῶν τυχόν μεταβολῶν τῆς ἡλιαικῆς δράσεως οὐατά τὴν προχριστιανικὴν ἐποχὴν δὲν ἔχομεν πληροφορίας, εἶναι δομῶς πολὺ πιθανόν ὅτι συνέβησαν τοιαῦται εὔρους πολὺ μεγαλυτέρου τοῦ τῶν ευγχρόνων, διότι Simpson ἔδειξεν ὅτι δυνάμεθα να θέτηγησεμεν ταύτα μεταβολάς οὐατά ταύτα γεωλογικὰς ἐποχάς, ὡς ἀποτέλεσμα περιοδικῶν αὐξομειωσεων τῆς ἐντάσεως τῆς ἡλιαικῆς ἀντινοθολίας [3].

V. Η ἡλιαική δράσις οὐατή θερμοκρασία τοῦ ἀέρος.

§ 13. — Κατωτέρω θά περιορισθῶμεν εἰς τὴν μελέτην τῆς ὑπάρχειας ή μή συσχετίσεως μεταξύ τῶν οαιρινῶν οὐατή μεταβολῶν τῆς ευγχρόνου ἐποχῆς οὐατή τῶν ἀντιστοίχων μεταβολῶν τῆς ἡλιαικῆς δράσεως. Κατά τὴν μελέτην ταύτην τίθενται τρία ουρίων προβλήματα, ταῦτα ἔξη;

α) Λί θρακείας σιαριείας μεταβολαί τῆς ἡλιαικῆς δράσεως προκαλούν οαιρινὰ μεταβολάς ἀπί τῆς Γῆς;

β) Έντος τοῦ ἐνδειαστοῦ οὐατή μήνα τῆς ἡλιαικῆς δράσεως ἔχομεν μεταβολὰς τῶν τιμῶν τῶν μετεωρολογικῶν στοιχείων;

γ) Λαμβάνοντας χώραν μεταβολαί τῶν τιμῶν τῶν μετεωρολογικῶν στοιχείων, σχέσιν ἔχουσαι πρὸς ταύτην πιθανὰς μεταβολάς τῆς ἡλιαικῆς δράσεως ἀπό την μιᾶς ἐνδειαστοῦ περιόδου εἰς τὴν ἐπομένην;

Η ἀπόντησις μάλιστα εἰς τό τελευταῖον τοῦτο ἔργο παρουσιάζει ιδιαιτέραν σημασίαν οὐατή διότι καθαρῶς ἀστρονομικῆς ἀπόψεως, οὐαθόσον θά ὑποβούθηση. Εἰς τὴν μελέτην τῶν πιθανῶν μεταβολῶν τῆς ἡλιαικῆς δράσεως περιόδου μεγαλυτέρας τῶν ταῦτων.

Θά γέμεν ποίαν ἀπόντησιν δίδομεν σήμερον εἰς ταῦτα

έρωτή ματα ταῦτα, ἀναγερόμενοι κυρίως εἰς τὸν μεταβλητότητα τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος.

§14.— Ἡ ἀπόντησις εἰς τό πρῶτον ἔρωτημα παρουσιάζει ἴδιαίτερον ἐνδιαφέρον διά τὴν πρόγνωσιν μέσոς κυρίως διαρκείας. Πρόγματι, διότι ἀν ὑπῆρχεν ἀμεσος συσκετίσις μεταξύ τῶν ἀποτόμων μεταβολῶν τῆς ἡλιακῆς δράσεως καὶ τῶν ἐπανολουθουσῶν ἀναμάλων καιρινῶν μεταβολῶν, τότε αἱ παρατηρήσεις τοῦ ἥλιου θὰ παρεῖχον ἀεραλῆ πλέον βάσιν διά τὴν πρόγνωσιν διαρκείας ἡμερῶν τινῶν.

Διάδοροι: ἔρευνται, ὅπως δὲ *Clayton* [7], δὲ *Memery* [23] ο. ἄ. υπεστήριξαν κατά καιρούς ἐπιμόνιας τὴν ὑπαρξίν τοιαύτης συσκετίσεως. Έπισης καὶ σήμερον διεξάγεται ἀνομηνή τονος συζήτησις ἐπὶ τοῦ ζητήματος τούτου [15].

Παρὰ ταῦτα ὅμως τό ζητημα δέν ἔχει εἰσέτι λυθῆναι. Σήμερον γνωρίζομεν ὅτι: αἱ ἀπότομοι μεταβολαι τῆς ἡλιακῆς δράσεως (ἐμφάνισις εὐλαβμψεων ιτ.λ.) ἐπιδροῦν μετ' ὀλίγον ἐπὶ τῆς ιονοθεραπείας (ἀποσθέτεις ραδιονυμάτων, μαγνητικαὶ καταγίδες ι.λ.π.), πλὴν ὅμως γινόταν τῶν προερχόμενων τῶν *Duell and Duell* περὶ συγχρόνων τινῶν μεταβολῶν τῆς ἀτμοσφαιρικῆς πίεσεως [45], δέν ὑπάρχει ἐν γένει ἐπέρα θετική ἀπόδειξις τῆς ἐπιδράσεως αὐτῶν ἐπὶ τοῦ καιροῦ.

§15.— Υἱοὶ ἰσού ἀναπάντητον μένει καὶ τό δεύτερον ἔρωτημα. Πρῶτος δὲ *Köppen* τὸ 1873 ἔκαμε μιαν ἀξιόλογον προσπάθειαν διά να ἀποδεῖξῃ τὸν μεταβλητότητα τῆς μέσης ζητησίας θερμοκρασίας ἐντός τοῦ Ηετοῦς κύκλου τῶν υπλίδων. Θεωρῶν οὗτος ἐν εὐνολον σταθμῶν τῶν τροπικῶν ζωνῶν εὑρίσκει ὅτι τό μέγιστον τῆς μέσης ζητησίας θερμοκρασίας ευμβαίνει κατά τό έτος τοῦ ἐλαχιστού τῶν υπλίδων, τό δέ ἐλαχιστον κατά τό έτος τοῦ μεγίστου τῶν υπλίδων. Τό εὖρος τῆς μεταβολῆς ταῦτης ἀνηρχετο εἰς 0°73 C. Εἰς τὰς εὐνορδικους ζώνας ἔχομεν ἐπιβράδυνσιν τῶν ζητησών τοῦ μεγίστου καὶ ἐλαχιστού καὶ μείωσιν τοῦ εὔρους εἰς

Νεώτεραι έρευναι τοῦ Nordmann καὶ Mielke έναμαρ τὸν Köppen να ἔξετση σὲ νέου τὸ ζήτημα τὸ 1914 [16]. Εύρισκει καὶ πάλιν ἀνάλογα συμπεράσματα διά τὴν μέσην θερμοκρασίαν ευνόλων τινῶν σταθμῶν διαφόρων τεριοκῶν. Διαπιστεῖται δύναμις συγχρόνως ὅτι ὅταν θεωροῦμεν μεμονωμένους σταθμοὺς τότε πλέον οὐκέτος τοῦ ιδίου τῶν κυλίδων πορεία τῆς μέσης ζητοῖς θερμοκρασίας μεταβάλλεται, τόσον ἀπό περιόδου εἰς περίοδον, ὃσον καὶ ἀπό τόπου εἰς τόπον. Τό πρόβλημα δέν έλαυνεν λέντοτε ναὶ ἀπασχολῆται τοὺς ζρευνταῖς χωρίς ἐν ταύτοις ναὶ ονταστῇ δυνατόν τὰ λυθῆ ὄριστινως.

Μεταξύ τῶν πλέον προσδατῶν ζρευνῶν ἀναγέρομεν τὰς τοῦ Baur [2] καὶ Voigts [27, 28, 29].

Ο πρῶτος εὑρίσκει διά τὸ ημιαύθροντα τῶν μέσων ζητοῖς θερμοκρασίων τῶν σταθμῶν Αροα καὶ Colombo μίαν διπλῆν οὐμανσιν ἐντὸς τοῦ 11 ετοῦς μύκλου τῶν κυλίδων, ὡς μελίστα εἶναι ἀνάλογος πρὸς τὴν ἐντὸς τοῦ αὐτοῦ μύκλου διπλῆν οὐμανσιν τῆς ποσότητος $100 \left(\frac{F}{F_0} - \frac{L}{L_0} \right)$ ὅπου F, L εἶναι ταῖς ἡμβαδάτων πυρσῶν καὶ κυλίδων ουταὶ τὸ θεωροῦμενον οὗτος καὶ F_0, L_0 αρμέσαι τιμαὶ τῶν ἡμβαδῶν τωτῶν διά τὸ ἀπό τοῦ 1875 καὶ ἐντεῦθεν χρονιῶν διστημα, δι' ὃ ὑπάρχουν σχετικοὶ παραπρᾶσεις.

Ο Voigts θεωρῶν ἐν πλῆθος σταθμῶν ἵστον λύρου τῆς ἐπιγανείας τῆς Γῆς, δεινούνει ὅτι δι' ὑπαστον ἐξαντῶν κεχωρισμένως ἔχομεν τῷ δύντι διπλῆν οὐμανσιν τῆς μέσης ζητοῖς θερμοκρασίας ἐντὸς τοῦ 11 ετοῦς μύκλου τῶν κυλίδων, ἀλλὰ αἱ ἐποχαὶ τῶν ἀντρών τιμῶν μεταβάλλονται σημαντικῶς ἀπό τόπου εἰς τόπον, ἀνόμη καὶ εἰς τόναντὸν τόπου ὅταν θεωροῦμεν βύο διστορα χρονιαὶ διαστήματα ζετει καὶ ἀρνούνται μεγάλα. Όστε μέχρι σήμερον δέν οντεστη δυνατόν τὰ εὑρεθῆ διαπιστήσεις νόμος τῆς τυλίνεται μεταβολῆς τῆς μέσης ζητοῖς θερμοκρασίας ἐντὸς τοῦ 11 ετοῦς μύκλου τῶν κυλίδων.

Τό ἀρνητικόν τοῦτο ἀποτέλεσμα πήγαγεν τοὺς ζρευν-

τας να ἔξερδουν την ἐντός τοῦ οὐκλου τῶν υπλίδων μεταβλητότητα διασφάλισεν ἄλλων καραυγηριστικῶν τῆς ἐτοιείας πορειας τῆς θερμομετρίας τοῦ ἀέρος. Οὕτω ἐμελετήθη μεταβλητότης τῶν χειμερινῶν ἡ θερμομετρία, τοῦ ἐτοιείου εὔρους ι.ο.η. Ἐπίσης ἐμελετήθη πανχντήτης ἐμφανίζεως τῶν λιαν ψυχρῶν χειμώνων [2].

Τελικῶς ὅμως φαίνεται ὅτι δὲν ιατρέστη ἀνόμη δυνατὸν να εὑρεθῇ μία ἀδιασιλονίηπτος συσχέτισις τῶν μεταβολῶν τῶν διασφόρων συναρτήσεων τῆς θερμομετρίας τοῦ ἀέρος με τόν οὐκλοντὸν υπλίδων, ἐνῷ ἀντιθέτως ὑπάρχει λιαν σαφής συσχέτισις τοῦ οὐκλου τούτου πρός ἄλλα τιναί γενευσιναί φαίνομενα, ὥστε λ.χ. ταύτη μεταβλήσει τῆς ἐντοδέεως τοῦ γηπίνου μαγνητικοῦ πεδίου, ι.ο.η.*

§16.- Τέλος ἐμελετήθη μεταβλητότης τῶν τιμῶν τῶν μετεωρολογικῶν στοιχείων ιατρί μεγαλύτερα χρονικοὶ διαστήματα λ.χ. ἀπό 5ετίας εἰς 5ετίαν, 10ετίας εἰς 10ετίαν ι.ο.η.

Μεταξύ τῶν πλέον προσεργάτων τοιωτῶν ἐρευνῶν ἀναγέρομεν τας τοιαύτας τοῦ Willett [4], Lysgaard [8] ι. ὁ.

Κατὰ τας ἐρευνας ταύτας, τάχρονια διαστήματα εἰς τά δύοια ἀναφέρονται αἱ μέσαι τιμαί, λαμβάνονται ἐν γένει ἀσχέτως πρός τοὺς διαδοχικοὺς οὐκλούς τῆς ήλιακῆς δράσεως. Τοιαυτορόπως ὅμως εἰς τὴν τυχόν ὑπάρχουσαν μεταβολήν, ἐπιπροστίθεται ιατρί παντού ἡ ἐντός τοῦ οὐκλου τῶν υπλίδων, ἥτις ὥστε εἴδομεν προπονμένως, πρός τόπον τούλαχιστον,

*Ἐξ ἵσου ἀλιτον παραμένει εἰσέτι ιατρό πρόβλημα τοῦ μηχανισμοῦ ιαθόν θά δύναντοντας ἐπιδροῦν αἱ μεταβολαὶ τῆς ήλιακῆς δράσεως ἐπὶ τῶν γηπίνων μετεωρολογικῶν φαίνομένων. Γδίᾳ ἀριθμοῖς αἱ ἐρευναὶ τοῦ Abbott δέν ιατρον δυνατόν να γέρουν εἰς τὸν επιμαντικό μεταβολαί τῆς ήλιακῆς σταθερᾶς, τάδε ἐξαγόμενα τοῦ Pettit τά διετικά μεταβολαί εἰς τό τυγχάνεις ὑπεριώδες γρήμα τοῦ ήλιακοῦ φύσματος (3200 Å) προειδεύοντας σοβαράς ἀντιρρίσεις [20].

δέν ἀπεδείχθη μή υπάρχουσα.

Ακριβῶς ἀπό τῆς ἀπόφεως αὐτῆς παρουσιάζει ἴδιαιτερον ἐνδιαγέρον σὸς τρόπος ἐρεύνης τοῦ ι. Ξανθάνη. Οὗτος δηλαδὴ μελέτῃ τὴν μεταβλητότητα τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος ἀπό περιόδου εἰς περιόδον τῆς ἡλιαικῆς δράσεως, οὐλέγων τὰς περιόδους ὡς αὗται ἀναγράφονται εἰς τὸν πίνακα I. Τοιουτορόπις ἔχει λειτεῖται η τυχόν υπάρχουσα οὔμανσις τῆς θερμοκρασίας ἐντὸς τοῦ οὐκλου τῶν οὐλίδων καὶ συνεπῶς δυνάμεθα πλέον να' μελετήσωμεν τὰς μεγαλυτέρας περιόδου μεταβολὰς τῆς θερμοκρασίας καὶ να' διαπιετώσωμεν τυχόν συσχέτισιν αὗτῶν πρὸς τὰς ἀπό οὐκλου εἰς οὐκλον ἐνδεχομένας μεταβολὰς τῆς ἡλιαικῆς δράσεως.

Εἶδομεν δύνας διτι ἥδη πατα' τὸν μελέτην τῆς μεταβλητότητος τῆς θερμοκρασίας ἐντὸς τοῦ οὐκλου τῶν οὐλίδων, ἥδη περισσαν να' ἔχετασσαν τὴν μεταβλητότητα ὄχι μόνον τῆς μέσης ἐτοιούς θερμοκρασίας, ἀλλά καὶ διαφόρων ἀλλων συναρτήσεων αὐτῆς, ὡπας λ.χ. τῶν χειμερινῶν καὶ θερινῶν θερμοκρασιῶν κ.ο.ν.

Ἀνάλογὸν τι πράττει καὶ ὁ ι. Ξανθάνης ὅστις δέν περιορίζεται εἰς μόνην τὴν μελέτην τῆς ἀπό οὐκλου εἰς οὐκλον τῆς ἡλιαικῆς δράσεως μεταβλητότητος τῆς μέσης ἐτοιούς θερμοκρασίας, ἀλλά ζητεῖ να' εὔρῃ ὅλα ξείνα τὰ καρακτηριστικά τῆς ἐτοιούς πορείας μεγέθη, τα' ὃποια παρουσιάζουν Διοσπομειώσους μεταβολὰς.

Πράγματι δέ, τῇ βοηθείᾳ ὠρισμένων σχέσεων μεταξὺ τῶν μέσων μηνιαίων θερμοκρασιῶν τοῦ ἀέρος τὰς δποίας εὑρίσκει οὕτος ἐμπειρικῶς, ματορθώνει, ἀγ' ἐνδέ μὲν να' δύσηρ (§23) μίαν νέαν μαθηματικὴν ὑγρασίαν τῆς ἐτοιούς πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος, ἀνεζάρτητον τῆς ὑπό τῆς ὁρμονικῆς ἀναλύσεως παρεχομένης, ἀγ' ἐτέρου δέ νά' ἀνεύρη (§31) πλεῖστα τοιαῦτα καρακτηριστικά τῆς ἐτοιούς πορείας μεγέθη τα' ὃποια πα-

ρουσιάζων ἀξιολόγους μεταβολός, ἀπό περιόδου εἰς περίοδον τῆς ἡλι-
ακής δράσεως. Τοιουτορόπους καθίσταται δυνατή ἡ μελέτη τῆς μετα-
βλητούτης τοῦ συνόλου πλέον τῆς ἐποικίας πορείας καὶ ὅτις, ἐν συνδυ-
σμῷ πρός τὰ προπρουμένως λεχθέντα (§6), μᾶς ἐπιτρέπει νά μελετή-
σωμεν καὶ τὴν τυχόν μεταβλητότητα τῆς ἐπιδράσεως τῶν παφαρόντων
τῶν διαμορφούντων τὴν ἐποικίαν πορείαν.

§17. — Εἰς τὴν παρούσαν μελέτην συνεχίζομεν τὰς ἐρεύνας
ταύτας ἐπὶ τῆς ἀπό περιόδου εἰς περίοδον τῆς ἡλιακῆς δράσεως με-
ταβλητότητος τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος, κατά τὴν υπό τοῦ ο. Ξαν-
θαῖν δοθεῖσαν νέαν κατεύθυνσιν, ὅτις σὺν τοῖς ἄλλοις παρουσιάζει ἐν-
διασέρον καὶ ἀπό υαθαρῶς ἀετρονομικής ἀπόψεως, διότι συνδέει κα-
τὰ τρόπον ἄμεσον τὰς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος μὲτὰ τὴν ἡλιακήν ἀ-
ντινοθολίαν [33, 34] καὶ συνεπῶς θά τὸ δύνατό τις, ἐν τῇ μελέτῃ τῆς
θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος, νά συναγάγῃ ἀνάλογα συμπεράσματα καὶ
διά τὴν ἡλιακήν ἀντινοθολίαν, τῆς δηλοίας αἱ ἄμεσοι ἀκριβεῖς πα-
ρατηρήσεις περιορίζονται, ὡς γνωστόν, εἰς βραχὺ σχετικῶς χρονι-
κούν διδοστημα.

Τὴν μελέτην μας διαιροῦμεν εἰς δύο κεφάλαια:

Εἰς τὸ πρώτον μελετῶμεν τὸ πρόβλημα τῆς μαθηματι-
κῆς ἐμφράσεως τῆς ἐποικίας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος
εἰς τὰς εὐηρδτους ζώνας. Ευθέτομεν δηλαδή τὰς γενικάς ἀρχὰς
τῆς διά τῆς μεθόδου τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως καὶ τῆς μεθόδου τοῦ
ο. Ξανθαῖν μαθηματικῆς ἐμφράσεως αὖτης καὶ δίδομεν μίαν νέαν
μέθοδον διά τὸν υπολογισμὸν τῶν σταθερῶν τῶν τύπων τοῦ ο. Ξαν-
θαῖν. Κινούμεν δέ προβαίνομεν εἰς τὴν σύμμετροιν τῶν υπὸ τῶν δύο
μεθόδων παρεκομένων προσεγγίζειν καὶ ὀποδεινύσομεν ὅτι ἀμφό-
τεραι κέινται τὸν αὐτὸν βαθμὸν ἀκριβείας, ἐν σχεσεις φυσικά πρός
τὸ πλῆθος τῶν χρονιμοποιημένων σταθερῶν.

Εἰς τὸ δεύτερον κεφάλαιον μελετῶμεν τὰς μεταβολὰς
τῆς ἐποικίας πορείας, ἀπό περιόδου εἰς περίοδον τῆς ἡλιακῆς δρά-
σεως, εἰς τοὺς τρεῖς σταθμοὺς τῆς Κεντρικῆς Εύρωπης, Βιέννην,
3

Πρόγραμμα και Βερολίνον διά τους όποιους υπάρχουν μαυραίσειραι παραπρήσεων. Έν ταύτων ή Πράγα και το Βερολίνον μελετῶνται (διά της μεθόδου του ι. Ξανθάνης γνωσταί) διά πρώτην γοράν παρ' ήμων, ένω διά την Βιέννην καθώς και διά τόν εἰς τόπων των μεριδαίων χρησιμοποιούμενον σταθμόν τῆς Κοπερχάγης ἐλανελήσθη ὁ υπό του ι. Ξανθάνη. γενόμενος ύπολογισμός τῶν σταθερῶν, διότι διά τῆς χρήσεως τῆς ήμετέρας μεθόδου προέκυψαν αισθηταὶ τινες βελτιώσεις τῶν τιμῶν τῶν σταθερῶν ταύτων.

Αἱ χρησιμοποιηθεῖσαι τιμαὶ τῶν θερμοκρασιῶν διά την Βιέννην (1776-1944), Βερολίνον (1776-1933) και Κοπερχάγην (1799-1944) ἐλήσθησαν ἐν τοῦ προσανατερθέντος *World Weather Records*. Όσον ἀφορᾷ τὰς θερμοκρασίας διά τὴν Πράγαν (1776-1944) αὗται ἐλήσθησαν ἐν τοῦ *Meteorologische Zeitschrift*. [14, 24].

ποίον
ἐπησίον
διαμεν
μεθόδος
θα δυ

ἔνεργα

ἀναλυ
δυνάμη
εἰδικά
πολυα
πληρο

Ἀποδε
εα την
νη δι'

* πατά

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ ΠΡΩΤΟΝ

ΜΑΘΗΜΑΤΙΚΗ ΕΚΦΡΑΣΙΣ ΤΗΣ ΕΤΗΣΙΑΣ ΠΟΡΕΙΑΣ.

I. Κριτήρια διά τήν ένλογήν τῆς οαλυτέρας μαθηματικῆς ένεργασίας.

§18.— Εἰς τὴν εἰσαγωγήν εἴδομεν τό ἐνδιαγέρον τὸ διποίον παρουσιάζει τὴν εὔρεσις οαλυτήλου μαθηματικῆς ένεργασίας τῆς έτησίας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος. Ἐπειδή δέ, ὅπως θα διαμεν, δυνδμεθα νά επιτύχωμεν μίαν τοιαύτην ένεργασίαν διά πολλὰ μεθόδων, θα πρέπη νά ξετάσωμεν οατ' ἄρχην, βάσει τίνων κριτηρίων θα δυνηθῶμεν νά ξεκέξωμεν τὴν ίξατῶν οαλυτήλοτέραν.

Τό πρῶτον κριτήριον ἀφορᾷ τὴν οατά τὴν τοιαύτην ένεργασίαν ζεπτυγκανομένην προσέγγισιν.

Ἄν δηλαδή θεωρήσωμεν μίαν συνάρτησιν $f(x)$ γνωστῆς άναλυτικῆς ένεργασίας, ὡριμένην εντὸς ἑνὸς διαστήματος (α, β) , δυνάμεθα, ὡς ρυνωστόν, νά εύρωμεν διαφόρους συναρτήσεις $f_k(x)$ εἰδικῶν μορφῶν (τριγωνομετρικά πολυώνυμα ἢ σειραί, ἀλγεβρικά πολυώνυμα ι.ο.ι.) αἱ ὁποῖαι παριστοῦνται εντὸς τοῦ (α, β) τὴν $f(x)$ πληροῦσαι συγχρόνας οατί τὴν συνθήσιν:

$$\int_{\alpha}^{\beta} [f(x) - f_k(x)] dx = 0$$

Αποδεικνύεται τότε [42] ὅτι, ὑπό ὡριμένας προϋποθέσεις, ή παρέχοντα τὴν οαλυτέραν παράστασιν τῆς $f(x)$ εντὸς τοῦ (α, β) εἶναι ένετη δι' ἣν τό δλοιλήρωμα:

* οατά ιφροδέγγισιν

$$I = \int_a^b [f(x) - f_k(x)]^2 dx$$

υαθίσταται έλαχιστον. Χάριν βραχυλογίας, θά λέγω μεν ότι τη συνάρτησις αυτή είναι η παρέκουσα την υαλυτέραν «τετραγωνικήν προσέγγισιν».

Αναλόγως ἀνθεωρήσωμεν μίαν ιεμπειρικήν συνάρτησιν $y = F(x)$, ήτοι μίαν συνάρτησιν τῆς δύοις είναι μνωσταί μόνον αἱ τιμαὶ y_1, y_2, \dots, y_n αἱ ἀντιστοιχοῦσαι εἰς τὰς τιμὰς x_1, x_2, \dots, x_n τῆς ἀνεξαρτήσιμης πεταβλοτῆς, τότε δυνάμεθα να πάλιν να' εύρωμεν πολλὰς συναρτήσεις $F_k(x)$ εἰδινῶν μορφῶν, αἵτινες παριστοῦνται τὴν $F(x)$, πληροῦσαι συγχρόνως καὶ τὴν σκέσιν:

$$\sum_{v=1}^n [F(x_v) - F_k(x_v)]^2 = 0$$

Αποδεινώνεται ὅμως [42] ὅτι, υπό δριμένας φυσικά προϋποθέσεις, θά θεωρηται ὡς παρέκουσα την υαλυτέραν μαθηματικήν ζηγρασίν τῆς δοθείσης ιεμπειρικής συναρτήσεως, έκεινη δι' ἥν η παράστασις:

$$J = \sum_{v=1}^n [F(x_v) - F_k(x_v)]^2$$

υαθίσταται έλαχιστη. Θά λέγω μεν καὶ πάλιν, χάριν βραχυλογίας, ὅτι η συνάρτησις αυτή παρέκει τὴν υαλυτέραν «τετραγωνικήν προσέγγισιν». Μάλιστα δέ θά λέγω μεν ὅτι η προσέγγισις αυτή εἶναι τόσον μεγαλυτέρα ὅσον η τιμὴ τοῦ J εἶναι μικρότερα.

Σημειωτέον ὅτι ὑπάρχουν συγχρόνως καὶ ἄλλα υριτήρια. Οὕτω μᾶς ἐνδιασέρει κατ' ἀρχήν η ἐνλεγητομένη μαθηματική ζηγρασία να' ίχη κατάλληλον μορφήν. Συγκειριμένως θά εἶναι καλὸν να' εἶναι αὐτη μία περιοδική συνάρτησις, ἀχοῦ πρόκειται να παραστήσωμεν δι' αὐτῆς τὴν πορείαν ἐνός περιοδικοῦ, ἐν γενναιοῖς τούλαχιστον γραμματίς, φαινομένου, ὡς η ἐπειδα πορεία τῆς θερμομηρασίας τοῦ ἀέρος.

Ἐπίσης θά πρέπη να' περιέχῃ κατὰ τὸ δυνατόν μηρότερον πλῆθος προσδιοριστέων σταθερῶν, ἀχοῦ τότε θά παρέχῃ

συνοπτικώτεραν είνόνα τους φαινομένου. Σημειωτέον ότι, όπως θαϊδωμεν, ή μείωσις του πλήθους τῶν προσδιοριστέων σταθερῶν τῆς έναρξεως. συνεπάγεται και μείουσιν τῆς δι' αὐτῆς ζητιγχανομένης προσεγγίσεως. Αιρίβως δέ το πρόβλημα γίγνεται εἰς τὸν ξιλογὸν τῆς έναρξεως ἐνείνης, ηγίς ἔχει τό μικρότερον πλήθος προσδιοριστέων σταθερῶν, παρέκουσα συγχρόνως και ἡμανοποιητικὸν προσέγγισιν.

Τέλος θὰ πρέπῃ να ἐπιδιώξωμεν ὥστε, τόσον ή ἀνεξάρτητος μεταβλητὴ χρόνον και αἱ σταθεραὶ τῆς μαθηματικῆς ταύτης έναρξεως, να μήν εἶναι ἀπλὰ μαθηματικά οντασιενάσματα ματαλληλα μόνον διά μιαν υαλήν τετραγωνικήν προσέγγισιν παρέκουσαν έναρξειν τῆς ζητούσας πορείας, ἀλλά να συνδέωνται πρός γυστική χαρακτηριστική τῆς ζητούσας πορείας, οὕτως ὥστε να διευκολύνεται ή κροτιμοποιησις τῆς έναρξεως ταύτης διά τὴν ζητευζεῖν τῶν εἰς τὰς παραγράφους 6 και 16 ζητεθέντων σκοτιῶν.

II. Ἡ μέθοδος τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως.

§19.- Όπως ἐλέχθη προηγουμένως διά τὸν μαθηματικὸν έναρξειν τῆς ζητούσας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος εἶναι προτιμώτερον να κροτιμοποιήσωμεν περιοδικάς ευναρτήσεις.

Τοῦτο ἀιρίβως πράττομεν οπαδὸν τὴν διά τῆς μεθόδου τῆς ἀρμονικῆς ἀνάλυσεως μαθηματικὴν έναρξειν αὐτῆς, οὐθὲν ἐναρδίομεν ταύτην διά τριγωνομετρικῶν πολυωνύμων τῆς μορφῆς:

$$(4) \quad P_m(x) = A_0 + A_1 \sin x + B_1 \cos x + \dots + A_m \sin(mx) + B_m \cos(mx)$$

Εἶναι δολαδὴ γνωστὸν ότι, ζάνθεωμεν μίαν θμετούσην συνάρτησιν $y=f(x)$ τῆς όποιας μᾶς δίδονται αἱ τιμαὶ:

$$(5) \quad y_0, y_1, y_2, \dots, y_n$$

αἱ ἀγτιστοιχοῦσαι εἰς τὰς τιμὰς:

$$(6) \quad x_k = \theta \cdot k, \quad k = 0, 1, \dots, n, \quad \theta = \frac{2\pi}{n+1}$$

τοῦ x τοῦ διαστήματος $(0 \dots 2\pi)$, δυνάμεθα να εὑρώμεν εὺνόλως μίαν ἀιρίβη μαθηματικὴν έναρξειν αὐτῆς δι' ἐνὸς τριγωνομετρικοῦ πολυωνύμου τῆς μορφῆς (4) μέτρον $(n+1)$ ὄρους.

Πράγματι, ἀρκεῖ πρός τοῦτο να θεωρήσουμεν τὸ σύστημα

μα:

$$(7) \quad \left\{ \begin{array}{l} y_0 = A_0 + A_1 \sin 0 + B_1 \cos 0 + \cdots + A_m \sin(m \cdot 0) + B_m \cos(m \cdot 0) \\ y_1 = A_0 + A_1 \sin \theta + B_1 \cos \theta + \cdots + A_m \sin(m \cdot \theta) + B_m \cos(m \cdot \theta) \\ \vdots \\ y_n = A_0 + A_1 \sin(n\theta) + B_1 \cos(n\theta) + \cdots + A_m \sin(m \cdot n\theta) + B_m \cos(m \cdot n\theta) \end{array} \right.$$

Αν $n=2v$ = άρτιος λαμβάνοντες $m=v$ έχουμεν σύστημα $n+1$ έξισώσεων με ισαριθμους άγνωστους. Λιοντες συνεπώς τούτο άλγεβρικώς εύρισκομεν τους συντελεστας του ζητουμένου πολυωνύμου. Στηριζόμενοι μάλιστα είς δρισμένας στοιχειώδεις ίδιοτητας των γριγονομετρικών συναρτήσεων, δυνάμεθα να εύρυμεν άμεσως τας ριζας του συστήματος τουτου [42], αιγίνες και παρέχονται όποταν τύπων:

$$(8) \quad \left\{ \begin{array}{l} A_0 = \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n y_k = a_0 \\ A_r = \frac{2}{n+1} \sum_{k=0}^n y_k \sin(kr\theta) = a_r \quad r=1, 2, \dots, v \\ B_r = \frac{2}{n+1} \sum_{k=0}^n y_k \cos(kr\theta) = b_r \end{array} \right.$$

Αν πάλι $n=2v-1$ = περιττός τότε λαμβάνομεν έπισης $m=v$, σπειδη δέ, όπως εύνοιας φαίνεται, είς την περίπτωσιν αυτήν είναι ημικύθημα $=0$, έχουμεν ξενέν σύστημα $n+1$ έξισώσεων με ισαριθμους άγνωστους. Λισμένον συνεπώς τούτο άλγεβρικώς μάς παρέχει τους συντελεστας του ζητουμένου πολυωνύμου, οι δηλοίοι οίμως και είς την περίπτωσιν αυτήν δύνανται να εύρεθούν και άμεσως τη βοηθεία των εύνοιας αποδεικνυομένων [42] τύπων:

$$(9) \quad \left\{ \begin{array}{l} A_0 = \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n y_k = a_0 \\ A_r = \frac{2}{n+1} \sum_{k=0}^n y_k \sin(kr\theta) = a_r \\ B_r = \frac{2}{n+1} \sum_{k=0}^n y_k \cos(kr\theta) = b_r \quad r=1, 2, \dots, (v-1) \\ A_v = \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n (-1)^k y_k = a_v \\ B_v = 0 \end{array} \right.$$

Συνεπώς δοθείσης τῆς έμπειρικῆς συναρτήσεως $y=f(x)$ δυνάμεθα, οίσυδήποτε ὄντος τοῦ \underline{x} , να εὑρισκεῖν ἐν πολυώνυμον:

(10) $P_v(x) = a_0 + a_1 \sin vx + b_1 \cos vx + \dots + a_v \sin(vx) + b_v \cos(vx)$
 τῆς μορφῆς (4) μέ τι ὄρους τό δύοιον μᾶς παρέχει τὴν ἀκριβῆ μα-
 θηματικὴν ἔναρξιν τῆς $f(x)$, τό δύοιον δηλαδή διά τὰς τιμὰς (6)
 τοῦ \underline{x} λαμβάνει τὰς τιμὰς (5).

Τό πολυώνυμον τοῦτο ὅμως περιέχει πολυαριθμούς
 προσδιοριστέας σταθεράς, ἐνῷ, ὡς ἐλεχθη, μᾶς ζνδιασέρει νά εύ-
 ρωμεν μίαν ἔστω καὶ κατὰ προσέγγισιν μαθηματικὴν ἔναρξιν τῶν
 έμπειρικῶν συναρτήσεων, περιέχουσαν ὅμως κατὰ τό δυνατόν ὀλιγωτέ-
 ρας τοιαύτας.

Ἐξεταστέον λοιπόν τούτην τῆς $f(x)$ διά τριγωνομετρικοῦ πολυωνύμου τῆς
 μορφῆς (4) ἔχοντος ὄρους πλήθους $2m+1 < n+1$ κατά τό δυνατόν
 μειροτέρου καὶ παρέχοντος συγχρόνως τὴν μεγαλυτέραν δυνατὴν
 τετραγωνικὴν προσέγγισιν, γνωσέεις τιμῶν πρὸς τό πλήθος τῶν χρ-
 ειμοποιουμένων σταθερῶν.

Πρὸς τοῦτο δὲν ἔχομεν παρά νά θεωρήσωμεν καὶ πάλιν
 τό εὐστημα (7) καὶ να τό ἐπιλύσωμεν δι' ἐκάστην τιμὴν τοῦ
 m ($0 < m < v$) διὰ τῆς μεθόδου τῶν ἐλαχιστῶν τετραγώνων.

Αποδεικνύεται ὅμως εύκολως [42] ὅτι οίσυδήποτε ὄν-
 τος τοῦ \underline{m} αἱρίζαι τοῦ ευστήματος τούτου $A_0, A_1, A_2, \dots, A_m, B_1, B_2, \dots, B_m$
 παρέχονται καὶ πάλιν ἀπό τούτης τύπους (8) ἢτοι ἔχομεν:

$$A_0 = a_0, \quad A_k = a_k, \quad B_k = b_k, \quad k = 1, 2, \dots, m.$$

Ἐχομεν συνεπώς τό ἐξῆς σπουδαιότατον συμπέρασμα:

Ἄν μᾶς δοθῆ ἡ έμπειρική συνάρτησις $f(x)$ καὶ ἴν-
 τούμεν τὴν διά τριγωνομετρικοῦ πολυωνύμου τῆς μορφῆς (4) μα-
 θηματικὴν ἔναρξιν αὐτῆς, τότε ἀρνεῖ νά σκηματίσωμεν τό πο-
 λυώνυμον:

$$(11) \quad P_m(x) = a_0 + a_1 \sin vx + b_1 \cos vx + \dots + a_m \sin(mx) + b_m \cos(mx)$$

τοῦ δύοιον οἱ αντελεσταὶ παρέχονται υπό τῶν τύπων (8), δηλότε:

α) Διότι πάσαν τιμήν του m ($0 < m < n$) τότε πολυώνυμον τουτο παρέχει διάτην $f(x)$ την υαλυτέραν τετραγωνικήν προσέγγισιν από όλα τα πολυώνυμα της μορφής (4) με ίσαρθμους όρους.

β) Ανάλογα μείνου τού m ανάδει και ή υπό του $P_m(x)$ παρεχομένη υατη την έκφρασιν της $f(x)$ τετραγωνική προσέγγισις.

Άποδεινύεται τῷ ὅντι [42] ὅτι θέτοντες:

$$(12) \quad J_m = \sum_{k=0}^n \left[f(x_k) - P_m(x_k) \right]^2$$

έχομεν:

$$(13) \quad J_{m+1} - J_m = \begin{cases} \frac{n+1}{2} (a_m^2 + b_m^2) & \text{διότι } m \leq \frac{n}{2} \\ (n+1) a_m^2 & \text{διότι } m = \frac{n+1}{2} \text{ (} n = \text{περιττός)} \end{cases}$$

γ) Όταν λαβάψουμεν $m = n$, τότε έχομεν την άνωτην πλέον μαθηματικήν έκφρασιν της $f(x)$, οὗτοι εἶναι $J_n = 0$

Η διάτη τῶν πολυώνυμων $P_m(x)$ μαθηματική έκφρασις τῆς ημερικής συναρτήσεως $f(x)$ υαλεῖται και άρμονική άνάλυσις αὐτῆς.

§ 20.- Η μέθοδος τῆς άρμονικῆς άναλύσεως έχρησιμοποιήθη από μακροῦ και διάτη μαθηματικήν έκφρασίν τῆς έτησίας πορείας τόσον τῆς θερμοκρασίας τού άέρος σύστοιχων άλλων μετεωρολογικῶν στοιχείων. Διάτη να ιαταστήθυνατή ή έξαρμογή τῆς μεθόδου αὐτῆς, θά πρέπη φυσικό να ἐκλεγή πρώτον καταλλήλως ή άνεξάρτητος μεταβλητή. Ούτω, ξανθεωρήσουμεν την ύπότων 12 μέσων μηνιαίων θερμοκρασιῶν T_i , $i = 1, 2, \dots, 12$, παρεχομένην έτησίαν πορείαν τῆς θερμοκρασίας τού άέρος, διάτη, διάτη μεθόδον τῆς άρμονικῆς άναλύσεως, μαθηματικήν έκφρασιν αὐτῆς χρησιμοποιούμεν ως άνεξάρτητον μεταβλητήν μίαν μεταβλητήν x μεταβαλλομένην σύτως ὥστε εἰς τὰς 12 τιμάς T_i να ἀντιστοιχοῦνται τιμαί:

$$(14) \quad x_i = 30^\circ i - 30^\circ \quad i^* = 1, 2, \dots, 12$$

* Τότε σύμβολον i έντασθα λαμβάνεται ως παράμετρος και συνεπώς οὐδεμίαν σχέσιν έχει πρός τὴν φονταστικήν μονάδα.

αύτής. Τοιουτορόλως δυνάμεθα να έχαρμόσωμεν τα' προηγουμένως εκτεθέντα. Ούτω, έπειδή ένταξή στα $n+1=12$, $\theta=30^\circ$ και $K=i-1$, έχω δι' έχαρμορής τών τύπων (9):

$$(15) \quad \left\{ \begin{array}{l} a_0 = \frac{1}{12} \sum_{i=1}^{12} T_i = T_m \\ a_r = \frac{1}{6} \sum_{i=1}^{12} T_i \operatorname{ευν}[(30i-30)r] = p_r \quad r=1,2,\dots,5 \\ b_r = \frac{1}{6} \sum_{i=1}^{12} T_i \operatorname{ημ}[(30i-30)r] = q_r \\ a_e = \frac{1}{12} \sum_{i=1}^{12} (-1)^{i-1} \cdot T_i = p_e \\ b_e = 0 = q_e \end{array} \right.$$

Άν συνεπώς εχημάτισα διά τών 12 αύτών επαθερών τα' πολυώνυμον:

$$(16) \quad P_e = T_m + \sum_{r=1}^5 \left[p_r \operatorname{ευν}[(30i-30)r] + q_r \operatorname{ημ}[(30i-30)r] + p_r \operatorname{ευη}[180(i-1)] \right]$$

Τούτο παρέχει την άνοιξην μαθηματικήν γρασίν της έτησίας πορείας της θερμοκρασίας του άέρος. Δηλαδή διά $i=1,2,\dots,12$ υαθίστασαι διαδοχικώς ίσον πρός T_1, T_2, \dots, T_{12} (έντος των δρίων φυσικών των υατά τάς πράξεις χρησιμοποιουμένων άριθμοτικών προβεγμάτων).

Τό πολυώνυμον ούμως τούτο P_e περιέχει πολυάριθμους επαθεράς. Ως εκ τούτου εν τῇ πράξει χρησιμοποιοῦνται τα' πολυώνυμα:

$$(17) \quad P_\mu = T_m + \sum_{r=1}^{\mu} \left[p_r \operatorname{ευν}[(30i-30)r] + q_r \operatorname{ημ}[(30i-30)r] \right] \quad 1 \leq \mu \leq 5$$

τα' οποια γίχουν διλιγατέρας προσδιοριστίας επαθεράς καί μᾶς παρέχουν μίαν υατά προσέγγισιν γρασίν της έτησίας πορείας.

Η χρήσις άλλωστε τών πολυωνύμων τούτων P_μ άντι του

Περιμένεται ναί εκ τοῦ μερονότος ὅτι λόγω τῶν εφαλμάτων παραπομπέων οὐδεὶς αὐταῖς αἱ τιμαὶ τῶν T_i μᾶς εἰναι κατάκλιταν ὀρισμένην προσέγγισιν μόνον ρυνωσται.

Συνήθως χρησιμοποιούνται τὰ P_2 καὶ P_3 τιμοῖς πρέκουν διανοποιητικήν προσέγγισιν καὶ περιέχουν ἀντιστοίχως 5 καὶ 7 προσδιοριστέας σταθερας.

Τὰ πολυάνυμα P_μ δύνανται να γραφούν καί υπό τὴν έξης μορφήν:

$$(18) \quad P_\mu = T_m + \sum_{r=1}^k R_r n\mu [(30r-30)r+q_r] \quad 1 \leq \mu \leq 5$$

ἔνθα:

$$(19) \quad R_r = \sqrt{P_r^2 + q_r^2} \quad \text{καὶ} \quad eqq_r = \frac{P_r}{q_r}$$

Διά τῆς τοιαυτῆς γραφῆς των μόλιερα ἐμφανίζεται ἡ ἔτοσία πορεία τῆς θερμομαραστας τοῦ αἵρος ὡς συνισταμένη πυμπονοειδῶν υμάνσεων μὲν περιόδους ἀντιστοίχως 1, $\frac{1}{2}$, $\frac{1}{3}$ καὶ έτεων, ἢν ταῦλατη καὶ αἱ φάσεις εἶναι δινειστοίχως $R_1, R_2, \dots, q_1, q_2, \dots$. Λίγυμάνσεις αὗται υπάρχουνται διπλοτε καὶ τετρεπτειον, ὑμετέρων κ.τ.λ. μύματα.

Πρίν κλείσωμεν τὴν παράγραφον ταῦτην, ἐπαναλαμβάνουμεν ὅτι συμβαίνωσι πρὸς τὰ προσαναφερθέντα:

Ἄπαξ καὶ εὐλέξομεν τὴν ἀνεξόρτους μεταβλητὴν κατὰ τὸν δια τὴν ἐπιλογὴν τῆς χαρακτηριστικῆς τροπού, οὐχ' ἐνός, καὶ ἀργούς ἐτέρου ἐπιζητώμεν τὴν δια τραγανομετρικῶν πολυωνύμων τῆς μορφῆς (4) μὲν 2μ+1 ὄρους μαθηματικῶν γεγρασιν τῆς ἔτοσίας πορείας τῆς θερμομαραστας τοῦ αἵρος ἐν τῷ συνόλῳ της, τότε τὴν μεγαλυτέραν τετραγωνικήν προσέγγισιν μᾶς παρέχει τὸ ἀντιστοίχον πολυώνυμον P_μ τῆς ἀρμονικῆς σύναλυσεως. Μόλιερα δέ ἡ δι' αὐτοῦ ἐπιτυγχανομένη τετραγωνικὴ προσέγγισις αὐξάνει αὐξανομένου τοῦ μ. Συρμεντιμένας κατὰ τὸν τύπον (13) μεταβαίνοντες ἀπό τοῦ $P_{\mu-1}$ εἰς τὸ P_μ ἔχουμεν ἐλάττων τοῦ $J_{\mu-1}$ κατὰ $6(P_\mu^2 + q_\mu^2) = 6R_\mu^2$ δια $\mu \leq 5$

καὶ ναὶ $12P_6^2 = 12R_6^2$ διό μ=6.

§21.- Εἰς τὸν πίνακα II, εἰς τὸ τέλος τῆς παρούσης, παρέχονται αἱ εἰς τὰς ἀπό τοῦ 1776 καὶ ἐντεῦθεν περιόδους τῆς ἡλιακῆς δράσεως ἀντιστοιχοῖσι τιμαὶ τῶν σταθερῶν $T_m, R_1, R_2, R_3, \varphi_1, \varphi_2, \varphi_3$ διό τοὺς μελετυμένας ἐνταῦθα σταθμούς.
Αὗται ὑπελογισθεαν βάσει τῶν τύπων (15)*.

III. Ἡ μέθοδος τοῦ Καθηγητοῦ καὶ Ξανθίου.

§22.- Ἡ μαθηματικὴ ἔνδρασις τῆς ἐτοσίας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος διά τῆς μεθόδου τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως παρουσιάζει ἀριστερά μειονεμτήματα. Διό ἢξαντρών εἶναι τὸ ἔτη:

α) Ἡ ἀνεῳδότητος μεταβλητὴ καὶ τὴν ὄποιαν χρονιμο-
ποιοῦμεν κατὰ τὴν οὐδεμίαν ἔχει φυσικὴν σημασίαν. Πράγματι,
ἐν πρύτανος ὅψεως γαίγεται ὅτι αὐτῷ μεταβάλλεται ἀναλόγως τοῦ
χρόνου· πλὴν ὅμως οὐδὲ τοῦτο ἰσχύει ἀπολύτως. Οὕτω σὺ τιμαί αὐ-
τῆς αἱ ἀντιστοιχῶνται εἰς τὰς διαδοχικὰς μέσας μηνιαίας θερμο-
κρασίας διαφέρουν κατά 30° . Ἐν ὅμως, ὅπις καὶ σιωπηρῶς προτί-
τομεν εἰς τὴν περίπτωσιν αὐτῶν, δεωρήσουμεν τὰς μέσας μηνι-
αίας θερμοκρασίας ὡς ἀντιπροσωπευόντας τὰς θερμοκρασίας τῆς
μίσης ἡμέρας τοῦ ἀντιστοιχουμονός***; τότε αἱ διαδοχικαὶ μέσαι
μηνιαίας θερμοκρασίας ἀντιστοιχοῦν εἰς χρονικὰς στιγμὰς μη-
λιστακούσας. Οὕτω, τνῷ ἀπό τοῦ μέσου τοῦ Φεβρουαρίου ἐνός μοι-

* Σημειώστε οὖτε ἔχουν δοθεῖ πλεῖσται μέθοδοι διό τὴν ἀπλού-
στευσιν τῶν σχετικῶν ὑπολογισμῶν [41,42].

** Πρέπει νά επιμειωθῇ ὅτι τοῦτο δεῖν ἰσχύει ἐν γένει. Ἡ μέση
θερμοκρασία τῆς μέσης ἡμέρας ἐνδεστού μηνός διαφέρει ἐν γένει
τῆς ἀντιστοιχου μέσης μηνιαίας θερμοκρασίας. Μάλιστα δέ ἔχουν
προταθῆ ὑπό διαφόρων ἐρευνητῶν καὶ τύποι διά τῶν δποτῶν δι-
νάμεθα ἐν τῶν 12 μέσων μηνιαίων θερμοκρασιῶν νά εὑρωμεν
τὰς μέσας θερμοκρασίας τῆς μέσης ἡμέρας ἐνδεστού μηνός [12].

νοῦ ζτους (0° 15/2) μέχρι τοῦ μέσου τοῦ Μαρτίου (12° 16/3) παρέρχονται 29,5 μ.η.η., ἀπό τοῦ μέσου τοῦ Ιουλίου (12° 16/7) μέχρι τοῦ μέσου τοῦ Αύγουστου (12° 16/8) παρέρχονται 31 μ.η.η.. Εἰς ἀμφοτέρας δύμας τὰς περιπτώσεις ἡ μεταβολὴ τοῦ χ εἶναι 30° .

Τὸ μειονέκτημα τοῦτο τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως εἶχεν ἐπισημανθῆ ἀπό μακροῦ. Διό να ἐνλείψῃ δέ ἐπροσάθη ἡ χρονιμοποίησις τῶν ἵσης διαμείας ἡ κανονικῶν μονῶν ἐν 30.44 μ.η.η. ἐνέδειξεν. Οἱ de Forest καὶ Angot μάλιστα ἔδωσαν τύπους, διὰ τῶν ὅποιων δυνάμεθα, ἐν τῶν 12 μέσων θερμομορφιῶν τῶν συνήθων μονῶν νά' εὔρωμεν τὰς τοιαύτας τῶν «κανονικῶν» μονῶν καὶ ἐπὶ τῶν ὅποιων πλέον νά' ἐζημιώσουμεν τοὺς τύπους τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως [22]. Εἶναι εὐνόητον δύμας ὅτι ἡ χρονιμοποίησις τῆς μεθόδου ταύτης εἶναι ἐπίπονος.

Τὸ δρθάτερον εἶναι νά' ἐνηρρίσουμεν τὴν ἑτησίαν πορείαν τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος συναρτήσει μιᾶς μεταβλητῆς ἐν τῆς ὅποιας ἔξαρταται αὕτη φυσικῶς. Όπως εἴδομεν δύμας εἰς τὴν εἰσαγωγήν (§ 4-5) ἡ ἐπὶ τῶν ὅριων τῆς γηίνης ἀγμοσεῖρας προσπίπτουσα ἥλιακή ἀντινοβολία, πτικαὶ διδει τὸν πρωτεύοντα τόνον εἰς τὴν ἑτησίαν πορείαν τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος, εἶναι συνάρτησις τοῦ μήνους Λ τοῦ Ηλίου. Εἶναι συνεπῶς λογικόν, νά' ἐπιχειρήσουμεν νά' ἐνηρρίσουμεν καὶ τὴν ἑτησίαν πορείαν τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος συναρτήσει τῆς αὐτῆς μεταβλητῆς L .

Τοιουτότρόπως ἄλλωστε διευκολύνεται καὶ ἡ σύρμασις τῶν ὑπὸ τῆς σκέψεως (3) παρεχομένων θερμοκρασιῶν πρὸς τὰς παραπροθείσας τοιαύτας, ὡς τις, ὅπως εἴδομεν (§ 6), παρουσιάζει ἴδιατερον ἐνδιαγέρον. Τα' ἀνωτέρω συνηγοροῦν ὑπέρ τῆς χρονιμοποίησεως τῆς μεταβλητῆς L ὡς ἀνεξαρτήτως μεταβλητῆς διά τὴν μαθηματικὴν ἐνέργειαν τῆς ἑτησίας πορείας τῆς θερμο-

μηδεὶς τοῦ ἀέρος ἀντιτῆς ^χ*

8) Αἱ σταθεραὶ τὰς ὄποιας χρησιμοποιεῖ ἡ ἀρμονία ἀνάλυσις, οὐδεμίαν ἔχουν, ἐν πρώτης τοῦ λόγου, ὅψεως, φυσικὴν επιμετάστασην. Πράγματι, πλὴν τῆς T_m ἢ τις παριστᾶ τὴν μίσην ἐπιστασαν θερμομετρίαν, αἵ λοιπαὶ φαινέται νά εἶναι αἴπλως μαθηματικά οικανεύεσθαι μόνον, ἐν οικανεύση, νά περιγράφουν μέναλήν τετραγωνικήν προσέγγισιν τὴν ἐπιστασαν πορείαν τῆς θερμομετρίας τοῦ ἀέρος**.

Ἐνῷ, ὅπως εἴδομεν, εἶναι πολὺ προτιμότερον, ἡ πιρυκάνοντες βεβαίως ποντατὴν αὐτὴν προσέγγισιν, νά χρησιμοποιηθείεν σταθερὸς συνδεομένας πρὸς φυσικά καραυγητικά τὴν ἐπιστασαν πορείας.

§23.— Οἱ ἀνωτέρω ἐντεθέντες λόγοι πλαγῶν τὸν ι. Ξανθόδινην νά διαληπθῇ ἔνα νέον τρόπον μαθηματικῆς ἐκφράσεως τῆς ἐπιστασαν πορείας τῆς θερμομετρίας τοῦ ἀέρος, ἀπολλαρμένων οικανά τὸ δυνατόν τῶν προσαναφερθέντων μειονευτημάτων, παρέχοντα ὅμως ποντατὴν αὐτὴν ἢ οικανατέραν, εἰ δυνατόν, προσέγγισιν μέ τὴν ἀρμονικήν ἀνάλυσιν, ἐν σχέσει φυσικά πρὸς τὸ πλῆθος τῶν χρησιμοποιουμένων σταθερῶν.

Πρὸς τοῦτο ἐκφρασιμοποιήσεν οικανάρχην, διός ἀνερρόφεν προπονμένως λόγους, ὡς ἀνεξάρτητον μεταβλητὴν τοῦ μῆνος L τοῦ Ήλιου.

Μετὰ ταῦτα ἐξῆτασε μήπως ὑπάρχουν ἄμεσοι, φυσικαὶ σχέσεις μεταξὺ τῶν μέσων μονιμαῖν θερμομετρίων οικανά τοῦ L .

Κατόπιν μακροῦ ἐρευνῶν οικανάρθωε [30-32, 36-38] πράγματι νά ἀποδεῖξῃ ὅτι αἱ μέσαι μονιμαῖαι θερμομετρίαι τοῦ ἀέρος εἰς ἀπολύτους βαθμούς T_i , $i = 1, 2, \dots, 12$, πληροῦν δια' πολλούς σταθμοὺς τῶν εὑνηράτων ζυνῶν τὰς ἐξῆς δύο σκέσεις:

* Τὴν ἴδεαν ταῦτην διετύπωσεν πρό τὴν οἰ Angot [12]

** Επὶ τοῦ ζητημάτος τούτου θα ἐπανέλθωμεν εἰς προσεχῆ μελέτη μας.

$$(20) \quad T_{\mu,i} := \frac{1}{2}(T_i + T_{23-i}) = A + Cn\mu(L_i - V) \quad (\text{νόμος τῆς ευμετρικής πορείας})$$

$$(21) \quad R_i = \frac{T_{23-i}}{T_i} = \frac{P}{1 - euv(L_i - w)} \quad (\text{νόμος τῆς ξλειψεως})$$

$$i = 1, 2, \dots, 6$$

ὅπου L_i , $i = 1, 2, \dots, 6$ εἶναι τόμηνος τοῦ Ήλιου κατά τόμησον ἐκδεστού τῶν μηνῶν Ιανουαρίου... Τούνιου, διά τόμέσον έτος τοῦ θεωρουμένου χρονικοῦ διαστήματος καὶ A, C, V, p, e, w προεδριοτέραι σταθεραί.

Μιαν θεωρητικὴν δικαιολογίαν τῶν σχέσεων (20) καὶ (21) γέδωσεν δικαῖος Ξανθόδηνς, ἀποδείξας ὅτι ἀναλόγους σχέσεις πληροῦν καὶ αἱ ὑπὸ τῆς σχέσεως (3) παρεχόμεναι «θεωρητικά» μέσαι μηνιαῖαι θερμομετρίαι τῆς ἐπιφανείας τῆς Γῆς, θεωρουμένης ἀνεῳτροσφαιραῖς [34, 36].

Τῇ βασθείᾳ τῶν σχέσεων (20) καὶ (21) δίδει δικαῖος Ξανθόδηνς τὴν ιστοθείνεαν μαθηματικὴν ἔνδρασιν τῆς ζητούσας πορείας τῆς θερμομετρίας τοῦ ἀέρος εἰς τὰς εὑρούσαντας ζώνας [36].

$$(22) \quad T_i = \frac{2P}{p+1} \left[A + Cn\mu(L_i - V) \right] \left[\frac{1}{P} - \frac{e}{p+1} euv(L_i - w) - \frac{e^2}{(p+1)^2} euv^2(L_i - w) \right]$$

$$(23) \quad T_{23-i} = \frac{2P}{p+1} \left[A + Cn\mu(L_i - V) \right] \left[1 + \frac{e}{p+1} euv(L_i - w) + \frac{e^2}{(p+1)^2} euv^2(L_i - w) \right]$$

$$i = 1, 2, \dots, 6$$

Λί σχέσεις (20) καὶ (21) καὶ συνεπῶς καὶ αἱ σχέσεις (22) καὶ (23) πληροῦνται κατὰ μίαν δριμεύτην προετγγυσίν γενικά, ἀπὸ ταῖς δεδομένα τῶν παρατηρήσεων, ὅτις μολισταὶ αὐξάνει αὐξανομένου τοῦ χρονικοῦ διαστήματος εἰς ὁ ἀναγέρονται αἱ μεταρητικαῖαι θερμομετρίαι.

Οὐδὲ Ξανθόδηνς ἔδειξεν ὅτι διά τοὺς μελετηθέντας ώπτους ἔξι σταθμοῖς τῆς βόρειου εύπορτου ζώνης (Βιέννη, Κοπερχάγη, Ρώμη, Bergen, Σεβίλια ή Βαρκελώνη, καὶ Ν. Υόρκη) αἱ σχέσεις αὖτοι

ταὶ πληροῦνται μεθ' ἵκανον οἰνοπίκης ἀκοιβείας ἀπό τόπου μέσας μηνιαῖς θερμομετρίας τδε ἀντιστοιχούσας εἰς τὰς ἀπό τοῦ 1776 καὶ ἐντεῦθεν περιόδους τῆς πλιακῆς δράσεως, ὥστι, ἔνδειαιτή κατὰ μέσον ὅρον χρονικὸν διαστήματα.

Εἰς τὸν αὐτὸν συμπέρασμα κατελήξαμεν καὶ τὴν εἰς τοὺς πρόσδεστον μελέτην μας [46] καὶ διάδυτο ἄλλους σταθμούς τῆς αὐτῆς εὑράτους ζώνης, τίνιν πράγμαν καὶ τὸ Βερολίνον.

Διὸ τὸν προσδιορισμὸν τῶν σταθερῶν p, e, w ἐκρυσταλλοποίησεν ὁ κ. Ξανθίδης [32] τὸν μέθοδον τῶν διαδοχικῶν προσεγγίσεων, ζητῶ διὸ τὰς σταθεράς A, C, V χρησιμοποιεῖσθαι μεταξύ τούτων μέθοδον [36].

§24.— Ἐκομεν λοιπὸν τοιαυτοτρόπως μίαν νέαν μέθοδον διὰ τὴν μαθηματικὴν ἔνδρασιν τῆς ζητοσίας πορείας τῆς θερμομετρίας τοῦ ἀέρος εἰς τὰς εὑρατους ζώνας.*

Εἶναι συνέπεια διαφέροντος, νάσισυκρίνωμεν τὴν διάτηξιν μεθόδου ταῦτης ἐπιτυχανομένην προσεγγίσιν πρὸς τὴν όποιαν τῶν πολυωνύμων P_{μ} ($1 \leq \mu \leq 5$) τῆς διομονικῆς ἀναλύσεως παρεχομένην, διὰ τοῦτο πρός τὸ πλήθος τῶν χρησιμοποιουμένων σταθερῶν. Προηγαγμένως ὅμως θά διεθέσωμεν μίαν νέαν μέθοδον διὰ τὸν προσδιορισμὸν τῶν σταθερῶν A, C, V, p, e, w , διῆπερ ἐπεδιώξαμεν δύο τινα:

* Ενιαίην ἀπό ταῦς τύλους (20) καὶ (21), χρησιμοποιῶν ὅμως μηδερέας προσεγγίσεις, ὁ κ. Δημαρᾶς γένεται ταῦς κατατέρευτούς:

$$T_i = T_a - A_1 \sin(L_i + V_i)$$

$$T_{i+6} = T_b - A_2 \sin(L_{i+6} + V_2)$$

παρέχοντας ἐπίσημάν μιαν μαθηματικὴν ἔνδρασιν τῆς ἐποικίας πορείας τῆς θερμομετρίας τοῦ ἀέρος εἰς τὰς εὑρατους ζώνας, συναρτήσει τοῦ L καὶ τῶν βασιθερῶν, $T_a, T_b, A_1, A_2, V_1, V_2$, διὰ τόποις ὅποιας ἀποδεικνύει οὗτος ὅτι ἐνεργοῦνται συναρτήσει τῶν σταθερῶν τοῦ κ. Δημαρᾶς καὶ ἀντιστρόφως. [97].

α) νά έπιτυχωμεν τον ἀκριβέστερον δυνατόν προσδιορισμόν τῶν τιμῶν τῶν σταθερῶν τούτων, κατ

β) νά έπιτυχωμεν τυποποίησιν τοῦ τρόπου ὑπολογισμοῦ αὐτῶν, ἵτις τυποποίησις ἀποτελεῖ, ὡς γνωστόν, ἐν τῶν πλεονεκτημάτων τῆς μεθόδου τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως.

Πρός οπίτευξιν ὀμιλούμενον χρήσιν τῆς μεθόδου τῶν ἰλαχίστων τετραγύνων. Διά νά απλουστεύῃ μάλιστα ἣν χρήσις τῆς μεθόδου αὐτῆς, παρίσταται ἀνάγκη, νά έπιφέρει μεν κατ' ἀρχὴν ὅρισμένας τροποποίησις εἰς τὰς χρησιμοποιουμένας τιμὰς τοῦμηνους τοῦ Ἡλίου.

§25.— Ο. ι. Ξανθώμης προκειμένου μὲν περὶ ἐνός μεμονωμένου ἔτους χρησιμοποιεῖ τὸ μῆνος τοῦ Ἡλίου ωραῖτην 12^ω τῆς 15^{ης} τοῦ ἀντιστοίχου μηνού, ἐνῷ προκειμένου περὶ ἐνός μεγαλυτέρου χρονικοῦ διαστήματος λαμβάνει τὴν ἀνωτέρω τιμὴν τοῦ μηνούς τὸν ἀντιστοίχον διαδοχικῶς αἵ εἰς τὸν διαδοχικὸν περιοδὸν τῆς πλισμῆς δράσεως ἀντιστοίχον διαδοχικῶς τιμαί τοῦ L_i διαφέρουν εημαντικῶς, τόσον ώς πρός αὐτὰς ταῦτας τὰς τιμὰς τοῦ L_i, διαφέρουν εημαντικῶς, πρός τὴν ἵτησιαν πορείαν αὐτῶν.

Σημαντική ἐπίσης δυσχέρεια προκύπτει εἰς τὴν περιπτωσιν καθ' ἣν ὑπάρχουν δύο μέσα ἔτη εἰς τὴν θευρωμένην περίοδον, καθ' ὃσον αἱ εἰς αὐτὰ ἀντιστοίχους τιμαί τοῦ L_i διαφέρουν αἰσθητῶς. Πρός αποφυγὴν τῶν ἀνωτέρω χργαζόμεθα ως ἐξῆς:

Θευρωμένεν δι' ἕναστον ἔτος τὰς τιμὰς τοῦμηνους τοῦ Ἡλίου L_i ωραί τομέσον ἐκάστου μηνούς, ἥτοι: τὴν 12^ω τῆς 16/1, 3, 5, 7, 8, 10, 12, τὴν 0^ω τῆς 16/4, 6, 9, 11 ωραί τὴν 0^ω ἢ 12^ω τῆς 15/2 ἀναλόγως τοῦτον πρόκειται περὶ κοντοῦ ἢ δισεκτου ἓτους. Τό μῆνος μάλιστα τοῦτο τὸ ἀναφέρομεν εἰς τομέσον εημίπον (γ) τοῦ ἀντιστοίχου ἔτους. Κατόπιν οχηματιζομένην τετράδας διαδοχικῶν ἓτῶν, τοιαύτας ὡστε τὸ τελευταῖον ἔτος ἐκάστης τετράδος να διαιρῆται διαί 4 λ.χ. 1901-04. Λαμβάνοντες δι' ἕναστον μῆνα

τὸν μέσον ὄρον τῶν τιμῶν τοῦ L_i τῶν ἀντιστοιχουσῶν εἰς τὰ ἔτη
ἔνδεστης τετραετίας ἔχομεν 12 τιμάς L_i , $i = 1, 2, \dots, 12$, τὰς δ-
ποίας θεωρούμεν ως τιμάς τοῦ μήνους τοῦ Ηλίου ἀντιστοιχουσας
εἰς τὴν Ἀγριθεῖσαν τετραετίαν. Αυριβῶς δέ ᾧ τιμάς τοῦ L_i δι' ἐν
χρονικὸν διάστημα μεμαλύτερον τῶν 4 ἐτῶν λαμβάνομεν τὰς
εἰς τὴν μέσην τετραετίαν τοῦ διαστήματος τούτου ἀντιστοι-
χουσας, τῶν τετραετῶν ἐνλερομένων πάντα κατὰ τὸν προ-
ναγερθέντα τρόπον.

Εἰς τὸν πίνακα III, εἰς τὸ τέλος τῆς παρούσης, πα-
ρέχονται αἱ ὀδοὶ μέσαι ἐνλεγεῖσαι τετραετίαι διά τὰς ἀπό τοῦ
1776 καὶ ἐντεῦθεν περιόδους τῆς ἡλιακῆς δράσεως, καθὼς
καὶ αἱ ἀντιστοιχοὶ τιμαὶ τοῦ μήνους τοῦ Ηλίου.

Ἄν τὸδη θέσσωμεν $L_i = L_1 + y_i$, $i = 1, 2, \dots, 12$, τότε
αἱ τιμαὶ τοῦ y_i μᾶς παρέχουν προσανῶς τὴν ἐτησίαν πορεί-
αν τῶν τιμῶν τοῦ L_i . Εὐ τοῦ πίνακος III ὅμως δυνάμεθα νά δια-
πιερώσωμεν εὐκόλως ὅτι αἱ τιμαὶ τοῦ y_i παραμένουν περί-
που σταθεραὶ καθ' ὅλας τὰς τετραετίας ἔνδεστου αἰώνος*. Εντεῦ-
θεν ἀγόμεθα νά ἐνλέξωμεν δι' ὅλας τὰς τετραετίας ἔνδεστου τῶν
αἰώνων 18^{οῦ}, 19^{οῦ} καὶ 20^{οῦ} κοινάς τιμάς τοῦ y_i , τὰς ὃποις τοῦ,
εἰς τὸ τέλος τῆς παρούσης παρατίθεμένου, πίνακος III α παρεχο-
μένας. Όσον ἀցορᾶ τὸ L_1 , εὐκόλως φαίνεται ἐν τοῦ πίνακος III
ὅτι ἡ τιμὴ τούτου αὐξάνει ἀπό τετραετίας εἰς τετραετίαν κατὰ
2° περίπου, μόνον δέ κατὰ τὴν μεταβασιν ἀπό τοῦ 18^{οῦ} εἰς τὸν
19^{οῦ} καὶ ἀπό τοῦ 19^{οῦ} εἰς τὸν 20^{οῦ} αἰώνα, ἔχομεν ἐλάττωσιν
τῆς τιμῆς του κατὰ 1° περίπου.**

* Κλλαγήν εημαντικὴν τῶν τιμῶν τοῦ y_i ἔχουμεν μόνον κατὰ τὰς
τετραετίας τὰς περιεχούσας τὰ ἔτη 1800 καὶ 1900, αἱ ὥποιαὶ ὅμως
δὲν μᾶς ἐνδιαφέρουν ἐνταῦθα.

** Τόσον πάσταθερότης τῶν τιμῶν τοῦ y_i , οσον καὶ πέμπτηβολή
τῶν τιμῶν τοῦ L_1 ἐξηγοῦνται εὐκόλως, ἀν λαβῶμεν ὅπ' ὄψιν μας
ὅτι τὸ μὲν μέσον μῆνος τοῦ Ηλίου αὐξάνει κατὰ 360° ἐντὸς ε-
5

Τοιύτων τεθέντων ως τίμας του L_i διάμιαν τυχούσαν περίοδον της ήλιαινής δράσεως, λαμβάνομεν τας τίμας $L_i = L_i + y_i$, $i = 1, 2, \dots, 12$, όπου το μέν L_i είναι τό αντιστοιχούν εἰς τὴν μέσην τετραετίαν της περιόδου αὐτῆς (πίναξ III), τό δέ y_i λαμβάνεται τας διά τὸν αντιστοιχον αἰώνα σκλεγείσας τίμας του (πίναξ IIIα).

Τοιουτορόπως επιτυγχάνομεν ὡστε δι' ὅλας τὰς περιόδους ένδοτου αἰώνος η ἔτησια πορεία τῶν τίμων του L_i να παραμένῃ σταθερά. Έπισης καὶ ὅταν αὐτῷ υπάρχουν δύο μέσαι τετραετίας ὥπως λ.χ. εἰς τὴν περίοδον 1924-33 δυναίμεθα να ξιλεύσουμεν τυχούσαν ἐξ αὐτῶν, μαθόσον αἱ αντιστοιχοι τίμαι του L_i διαφέρουν ἐλάχιστα ἀπ' ἄλληλαν.

§26.- Διά τὸν προσδιορισμὸν τῶν τίμων τῶν σταθερῶν A, C, V ζηργαζόμεθα ως ἔχη: Ως μνωστὸν αἱ τίμαι αὗται θὰ πρέπη να πληροῦν τας 6 ξιστώσεις:

$$(24) \quad A + C \eta \mu (L_i - V) = T_{\mu i}, \quad i = 1, 2, \dots, 6$$

Θέτοντες ὅμως:

$$L_i - V = \omega$$

καὶ λαμβάνοντες ὑπ' ὄψιν ὅτι:

$$L_i = L_i + y_i, \quad i = 1, 2, \dots, 6$$

εὑρίσκομεν τας 6 ξιστώσεις:

$$(26) \quad A + F \sigma v y_i + G \eta \mu y_i = T_{\mu i}, \quad i = 1, 2, \dots, 6$$

ὅπου:

$$(27) \quad F = C \eta \mu \omega \quad \text{καὶ} \quad G = C \sigma v \omega$$

Αἱ τίμαι τῶν ποσοτήτων A, F, G δύνανται να προσδιορίσθων ἐν τοῦ συστήματος (26) δι' ὑπιλύσεώς του διὰ τῆς μεθόδου τῶν ἐλαχίστων τετραγώνων [39].

Πρόγματι, τοῦ συστήματος (26) ὄντος γραμμικοῦ, αἱ ναός τροπινοῦ ὕπους, ἐνῷ τό μέν οινόν ἔτος ἔχει 365 τό δέ διοικτὸν 366 μέσας ἡλιαινᾶς πύρας.

νονιναι ἐξισώσεις του εἶναι:

$$(28) \quad \left\{ \begin{array}{l} 6A + F \sum_{i=1}^6 \sigma_{uvy_i} + G \sum_{i=1}^6 \eta_{uy_i} = \sum_{i=1}^6 T_{\mu,i} = K \\ A \sum_{i=1}^6 \sigma_{uvy_i} + F \sum_{i=1}^6 \sigma_{uv^2y_i} + G \sum_{i=1}^6 \sigma_{uy_i \eta_{uy_i}} = \sum_{i=1}^6 T_{\mu,i} \sigma_{uy_i} = M \\ A \sum_{i=1}^6 \eta_{uy_i} + F \sum_{i=1}^6 \eta_{uy_i} \sigma_{uvy_i} + G \sum_{i=1}^6 \eta_{uy_i^2} = \sum_{i=1}^6 T_{\mu,i} \eta_{uy_i} = N \end{array} \right.$$

Άλλα: τό γι αέρει ως γνωστόν ταίς αὐταίς τιμάς δι' ολας ταίς τετραετίας έναστου αἰώνος. Επομένως και οι συντελεσταί τῶν πανογιηῶν ἐξισώσεων θα έχουν ταίς αὐταίς τιμάς δι' ολας ταίς τετραετίας έναστου αἰώνος, μεταβαλλόμενοι μόνον ἀπό αἰώνας εἰς αἰώνα.*

Ο πατωτέρω πίναξ (a) παρέχει ταίς τιμάς τῶν συντελεστῶν αὐτῶν διάτον 18°, 19° και 20° αἰώνα.

Πίναξ (a)

Αἰώνες	$\sum_{i=1}^6 \sigma_{uvy_i}$	$\sum_{i=1}^6 \eta_{uy_i}$	$\sum_{i=1}^6 \sigma_{uy_i \eta_{uy_i}}$	$\sum_{i=1}^6 \sigma_{uv^2y_i}$	$\sum_{i=1}^6 \eta_{uy_i^2}$
18°	+ 1.03300	+ 3.75886	+ 0.00158	+ 2.97006	+ 3.02996
19°	+ 1.02891	+ 3.75681	+ 0.00003	+ 2.97259	+ 3.02742
20°	+ 1.02397	+ 3.75491	- 0.00169	+ 2.97486	+ 3.02514

Αντικαθιστώντες ταίς τιμάς ταύτας εἰς τό σύστημα (28) και λύοντες τούτο διά τῆς μεθόδου τῶν ὄριζουσῶν ευρίσκομεν ταίς τιμάς τῶν A, F, G συναρτήσει τῶν K, M, N δι' ειαστον τῶν αἰώνων 18°, 19° και 20°. Οὕτω ἔχομεν:

18° αἰών

$$A = + 1.02148K - 0.35460M - 1.26703N$$

$$(29a) \quad F = - 0.35460K + 0.45979M + 0.43967N$$

$$G = - 1.26703K + 0.43967M + 1.90163N$$

* Τούτο εἶναι ἐν επιμαντικούν πλεονέκτημα προινῆπτον ἐκ τῆς χρηματοποίησεως τῶν νέων τιμῶν τοῦ μήνου τοῦ Αἵλιου.

19ος αιών

$$A = +1.01838K - 0.35248M - 1.26373N$$

$$(29\beta) \quad F = -0.35248K + 0.45841M + 0.43740N$$

$$G = -1.26373K + 0.43740M + 1.89850N$$

20ος αιών

$$A = +1.01485K - 0.35003M - 1.25986N$$

$$(29\gamma) \quad F = -0.35003K + 0.45688M + 0.43473N$$

$$G = -1.25986K + 0.43473M + 1.89459N$$

Προσδιορίζομένων ούτω τῶν A, F, G , εὑρίσκομεν εύκολως καὶ τὰ C καὶ V . Πράγματι ἐν τῶν σχέσεων (27) προιύπτει οὕτι:

$$(30) \quad \epsilon \varphi \omega = \frac{F}{G} \quad \text{καὶ} \quad C = \frac{F}{\eta \mu \omega}$$

Ἐπειδὴ δέ τοι C εἶναι θετικόν, τὰ ημών καὶ συναέχουν ἀντιστοίχως τὰ σημεῖα τῶν F καὶ G καὶ συνεπάγονται στὴν οὐσίαν καὶ τῆς εξω, παθορίζεται πλήρως ἡ γυνία ωδότε καὶ η $V = L_1 - \omega$.

§27.- Τὴν αὐτὴν μέθοδον δυνάμεθα να χρησιμοποιήσουμεν καὶ διὰ τὸν προσδιορισμὸν τῶν σταθερῶν p, e, w .

Πράγματι, ἀντιστρέφοντες τὰ δύο μέλη τῆς σχέσεως

(21). ἔχομεν:

$$(31) \quad D_i = \frac{1}{p} - \frac{e}{p} \epsilon \nu \nu (L_i - w) \quad i=1, 2, \dots, 6$$

ἔνθα:

$$D_i = \frac{1}{R_i} = \frac{T_i}{T_{12-i}}$$

θέτοντες λοιπόν:

(32) $L_1 - w = -\omega'$
εὑρίσκομεν:

$$(33) \quad A' + F' \epsilon \nu \nu y_i + G' \eta \mu y_i = D_i \quad i=1, 2, \dots, 6$$

ὅπου:

$$(34) \quad A' = \frac{1}{p}, \quad F' = -\frac{e}{p} \epsilon \nu \nu \omega', \quad G' = -\frac{e}{p} \eta \mu \omega'$$

Διὰ τὸν προσδιορισμὸν τῶν ποσοτήτων A', F', G' λυόμεν καὶ πάλιν τὸ σύστημα (33) διὰ μεθόδου τῶν ελαχίστων

τετραγώνων. Αἱ πανονικαὶ ἔξισθεις εἶναι:

$$(35) \quad \left\{ \begin{array}{l} 6A' + F \sum_{i=1}^6 \sigma_{uv} y_i + G \sum_{i=1}^6 \eta_{uy} y_i = \sum_{i=1}^6 D_i = K' \\ A' \sum_{i=1}^6 \sigma_{uv} y_i + F \sum_{i=1}^6 \sigma_{uv^2} y_i + G' \sum_{i=1}^6 \sigma_{uv} y_i \eta_{uy} y_i = \sum_{i=1}^6 D_i \sigma_{uv} y_i = M' \\ A' \sum_{i=1}^6 \eta_{uy} y_i + F \sum_{i=1}^6 \eta_{uy} \sigma_{uv} y_i + G' \sum_{i=1}^6 \eta_{uy^2} y_i = \sum_{i=1}^6 D_i \eta_{uy} y_i = N' \end{array} \right.$$

Οἱ συντελεσταὶ τοῦ συστήματος (35) εἶναι οἵ αὐτοὶ μὲν τοὺς τοῦ συστήματος (28) πατ συνεπῶς ἔχουν τὰς ὅπο τοῦ πίνακος (α) παρεχομένας τιμάς.

Συνεπῶς παὶ αἱ τιμαὶ τῶν A' , F' , G' θα παρέχονται ὅπο τὰς σχέσεις (29α, β, γ) αἱ δοῖαι σίδουν τὰς τιμάς τῶν ἀντιστοίχων ποδοτητῶν A , F , G ὅπου ὅμως ἀντὶ τῶν K , M , N θὰ πρέπῃ νά θέσουμεν ἀντιστοίχως τὰ K' , M' , N' .

Υπολογιζομένων οὕτω τῶν τιμῶν τῶν A' , F' , G' προσδιορίζομεν εὔκολως παὶ τὸν γυνίαν ω' . Πρόγραμτι, διότι τάμεν συν ω' παὶ $\eta\omega'$ ἔχουν τὰ σημεῖα τῶν $-F'$ παὶ $-G'$ ἢ δε' $\epsilon\varphi\omega' = \frac{G'}{F'}$. Μετὰ ταῦτα εὑρίσκομεν παὶ τὰ p , e , w ἐκ τῶν σχέσεων:

$$(36) \quad P = \frac{I}{A'}, \quad e = -\frac{G'}{A'\eta\omega'}, \quad \text{παὶ} \quad w = L_1 + \omega'$$

§28.— Εἰς τὸν πίνακα IV, εἰς τὸ τέλος τῆς παρούσης, παρέχονται αἱ εἰς τὰς ἀπό τοῦ 1776 παὶ ἐντεῦθεν περιόδους τῆς ήλιακῆς δράσεως ἀντιστοιχοῦσαι τιμαὶ τῶν σταθερῶν A , C , V , p , e , w διὰ τοὺς μελετώμενας ἐνταῦθα σταθμούς. Αὗται υπελογισθοσαν διὰ τῆς ἀνωτέρου ἐκτεθείσης μεθόδου*. Τῇ βοηθείᾳ τὸν τι-

* Πρέπει νά σημειωθῆ ἐνταῦθα ὅτι αἱ διὰ τῆς χρονιμοποιήσεως τῆς νέας μεθόδου προκύπτουσαι τιμαὶ τῶν σταθερῶν διαφέρουν ἐν γένει τῶν διὰ τῆς μεθόδου τοῦ κ. Ξανθάνη εὑρίσκομεναν τιμῶν τῶν σταθερῶν τούτων, ὅπως φαίνεται παὶ ὅπο τὸ εἰς τὸ δεύτερον μεγάλαιον τῆς παρούσης παρατιθέμενα σχήματα (4)-(8). Εἰ-

μᾶν τούτων δυνάμεθα ναί εύρωμεν κατασύποτῶν σχέσεων (20) καὶ (21) παρεχομένας τιμάς τῶν ποσοτήτων $T_{μ,i}$ καὶ R_i τις οποίας καθά επιμειοῦμεν διά τῶν ($T_{μ,i}$)_{ηπ.} καὶ (R_i)_{ηπ.} πρός ἀντιδιαστολήν ἀπό τῶν παραποθεισῶν τιμῶν ($T_{μ,i}$)_{παρ.} καὶ (R_i)_{παρ.} τῶν ποσοτήτων τούτων.

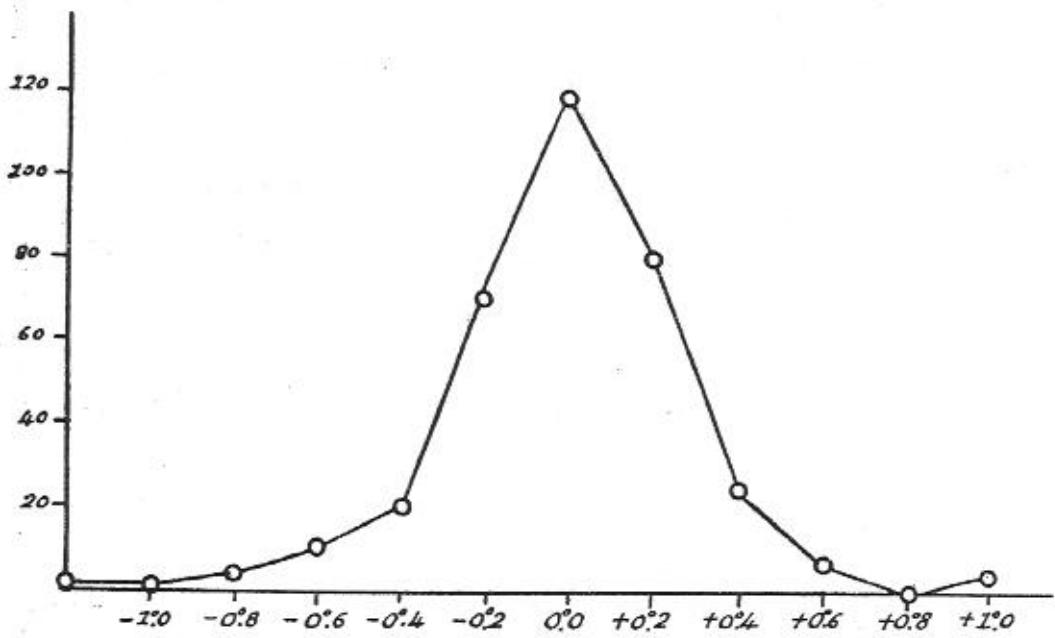
Κατά τούς σχετικούς ύπολογισμούς πρός περιορισμούς τῶν, ἐκ τῶν ἑπάσχοτε στρογγυλοποιήσεων τῶν ἔξαγομένων τῶν διαδόρων πράξεων, προκυπτόντων σοστημάτων (λογιστικῶν σοστημάτων) ἐντὸς τῆς χρησιμοποίησεως ἐνδιαμέσως καὶ προσθέτων δεκαδικῶν ψηφίων, μετεχειρίζομεν καὶ ταῖς ἔξης τεχνάσματα:

α) Διά τὸν ύπολογισμὸν τῶν A, F, G ἐν τοῦ συστήματος (28) ἐλαίβομεν ἀντί τῶν $T_{μ,i}$ ταὶ $T_{μ,i} - 270.00$. Εὐνόλως φαίνεται, ὅτι αἱρίκαι τοῦ οὗτο προκύπτοντος συστήματος εἶναι $A - 270.00$, F, G , ὅπότε τὰς αὐτὰς εὐρίσουμεν ἀμέσως καὶ ταὶ A, F, G . Όμοιως διά τὸν ύπολογισμὸν τῶν A', F', G' ἐν τοῦ συστήματος (35) ἐλαίβομεν ἀντί τῶν D_i ταὶ $D_i - 0.9700$. Καὶ πάλιν ἐκ τῶν ριζῶν $A' - 0.9700$, F', G' τοῦ οὗτο προκύπτοντος συστήματος εὐρίσουμεν ἀμέσως ταὶ A', F', G' .

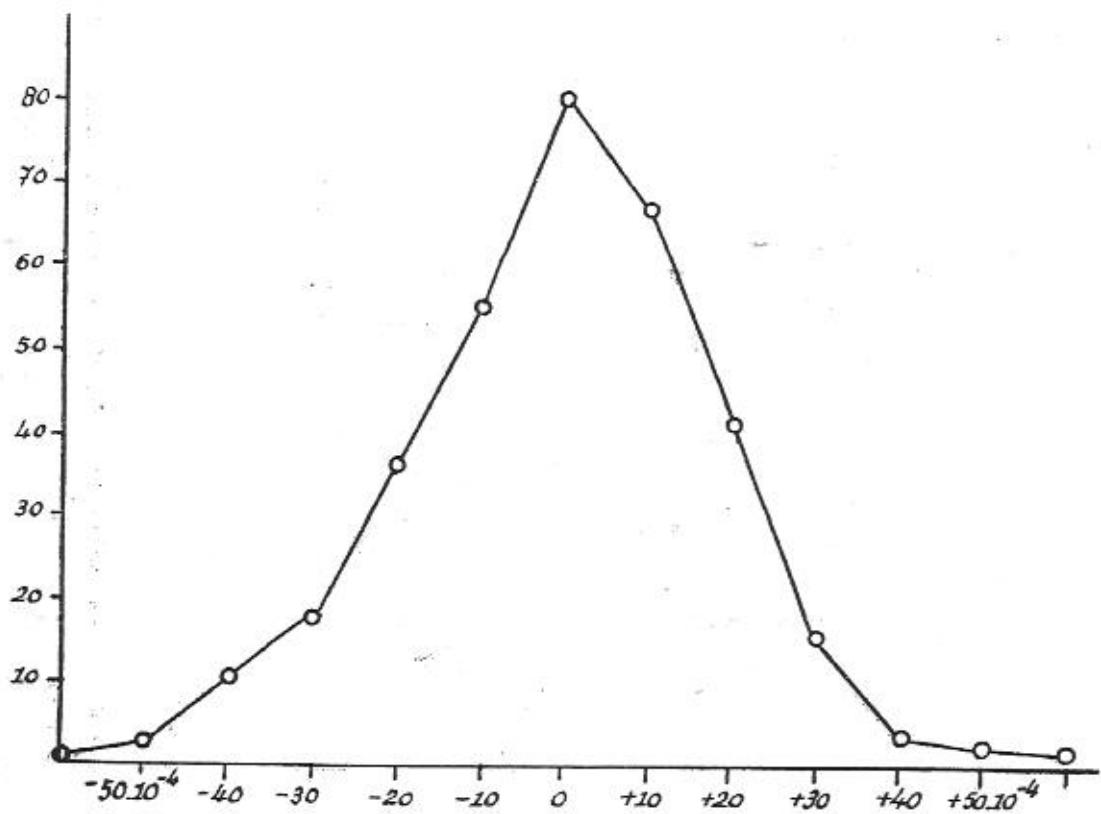
β) Διά τὸν ύπολογισμὸν τῶν ($T_{μ,i}$)_{ηπ.} ἔχρησιμοποιήσης σχέσεις (26) ἀντὶ τῆς (20). Επίσης διά τὸν ύπολογισμὸν τῶν (R_i)_{ηπ.} εὐρέθησαν πρώτον ταὶ (D_i)_{ηπ.} ἐν τῆς σχέσεως (33) καὶ τὰς αὐτὰς καὶ ταὶ (R_i)_{ηπ.} = $\frac{1}{(D_i)_{ηπ.}}$.

§ 29.- Ἡ χρησιμοποίησις τῆς μεθόδου τῶν ἔλαχιστων τετραγώνων διά τὴν ἐπίλυσιν τῶν συστημάτων (26) καὶ (33) προϋποθέτει* χωνεύοντας ὅτι δὲν ἔχομεν συστηματικά ἀποιλίσεις ἀπό δικῶς αἱ τιμαὶ τῶν δύο μεταβολῶν φέσεως V καὶ ὡς δέον ὅπως εἶναι πύξημέναι κατὰ 2^o περίπου λόγῳ τῆς χρησιμοποίησεως τῶν νέων τιμῶν τοῦ μήνους τοῦ Ἁλίου.

*Σημειώτεον ὅτι ἀνάλογος ύπόθεσις γίνεται καὶ πατό τὴν εὐρεσιν τῶν τύπων τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως, καθόσον ὅπως εἰδόμεν καὶ οὗτοι εὐρίσουνται διά τῆς χρησιμοποίησεως τῆς μεθόδου τῶν ἔλαχιστων τετραγώνων.



Ex. 1. Κατανομή των διαγορών v .



Ex. 2. Κατανομή των διαγορών v_R

τούς νόμους τῆς ευημερικής πορείας καὶ τῆς ἐλλείψεως. Διό
να ἐλέγχωμεν τοῦτο σχηματίζομεν τάχιστα:

$$v_T = (T_{\mu,i})_{\text{par.}} - (T_{\mu,i})_{\text{v.p.}}$$

$$v_R = (R_i)_{\text{par.}} - (R_i)_{\text{v.p.}}$$

Εἰς τάχιστα (1) καὶ (2) παρέχονται αἱ οὐαγανο-
μαὶ τῶν υπολοίπων τούτων διά τους μελετώμενους ἐνταῦθα στα-
θμούς.

Παρατηροῦμεν ὅτι ὀμφοτέραι ἔχουν τὴν γενικήν μορ-
φὴν τῆς οὐαγονικῆς οὐαγανομῆς καὶ συνεπῶς, διά τοὺς σταθμούς
τούτους ταῦλαχιστον*, πάρα πολούσις τῆς μεθόδου τῶν ἐλαχίστων
τετραγώνων εἶναι νόμιμος.

Ἐπίσημα ἐκ τῶν τιμῶν τῶν v_T καὶ v_R εὖμοίλικ διαπι-
στοῦται ὅτι τὰ 94% τῶν διαφορῶν v_T εἶναι μικρότεραι ἢ γέναι καὶ
ἀπόλυτον τιμὴν τῶν 0.5°C οὐαθύς ἐπίσημα καὶ ὅτι τὰ 83% τῶν δια-
φορῶν v_R εἶναι ἀπόλυτως μικρότεραι ἢ γέναι τοῦ $20 \cdot 10^{-4}$, τοῦθ' ὅ-
περ μᾶς δεινούσι ὅτι αἱ σχέσεις (20) καὶ (21) πληροῦνται ἵνα νο-
ποτ τιμῶς ἀπό τά δεδομένα τῶν παρατηρήσεων διά τους μελε-
τώμενους ἐνταῦθα σταθμούς.

IV. Σύγκρισις τῶν υπό τῶν δύο μεθόδων παρεχομέ- νων προσέγγισεων.

§30.—Κατά τὴν μαθηματικὴν ἔκφρασιν τῆς ζητη-
σίας πορείας διά τῆς μεθόδου τοῦ v . Ξανθίσην γίνεται κρῆσις 6
σταθερῶν. Θά πρέπη συνεπῶς να συγκρίνωμεν τὴν υπ' αὐτῆς παρε-
χομένην προσέγγισιν πρός τὴν διά τῶν πολυωνύμων P_2 καὶ P_3
τῆς ὀρμονικῆς ἀναλύσεως ἐπιτυγχανομένην, οὐαθόσον, ως ρυνω-

*Ο v . Ξανθίσην ίδειξεν [32] ὅτι δι' ὄρισμένων σταθμούς (Ἐδιμ-
βούργον u. d.) ἔχομεν συστηματικὰ ἀποκλίσεις ἀπό τὸν νόμον τῆς
ἐλλείψεως δι' ὄρισμένην τιμὴν τῆς παραμέτρου i . Η περίπτωσις
τῶν σταθμῶν τούτων θά πρέπη φυσικά να ἐξετασθῇ μεκαρισμένως.

ετῶν, τα' πολυάνυμα ταῦτα περιέχουν ἀντίστοιχως 5 καὶ 7 σταθέρως.

Καὶ ἀρχὴν παρατηροῦμεν ὅτι τα' ἀνατέρω ἐιτεθέντα (520) περὶ ὑπεροχῆς τῆς διάτονος πολυανύμων τῆς ὄρμονικῆς ἀναλύσεως ἐπιτυγχανομένης τετραγωνικῆς προσεγγίσεως κατὰ τὴν μαθηματικὴν ἔνδρασιν τῆς ἐποικίας πορείας, δὲν ισχύουν ἐν προκειμένῳ, καθόσον δὲν πληροῦνται αἱ τεθεῖσαι ἐμεῖς προϋποθέσεις. Συγκεντικέννως, κατὰ τὴν διάτονος μεθόδου τοῦ Ξανθάνη, μαθηματικὴν ἔνδρασιν τῆς ἐποικίας πορείας:

α) Καΐμνομεν χρῆσιν τῆς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς Δ αντὶ τῆς χ.

β) Εἰςράζομεν τὴν ἐποικίαν πορείαν διὰ παραστάσεως ἡτοῖς ἐν πρώτης τοὐλαχιστὸν ὄψεως δὲν εἶναι τῆς μορφῆς (4).

γ) Δὲν εἰςράζομεν ὅλουληρον τὴν ἐποικίαν πορείαν διὰ τῆς αὐτῆς παραστάσεως, ἀλλὰ χρησιμοποιοῦμεν ἡδίαν ἔνδρασιν δι' ἵνατερον τῶν ἔξαμην.

Θά πρέπη συνεπῶς διὰ τὴν σύγκρισιν τῶν παρεχομένων προσεγγίσεων ναὶ ἐργασθῶμεν στατιστικὰ μελετῶντες τὰς εἰς συγκεντικέννας περιπτώσεις παρεχομένας προσεγγίσεις, ἡτοὶ τὰ ἀντίστοιχα Δ ἢ μᾶλλον τα' ἀντίστοιχα πιθανά σχάλματα.

Πρός τοῦτο θεωρήσαμεν τὰς ἐποικίας πορείας τῶν μελετῶμένων ἐνταῦθα 4 σταθμῶν κατὰ τὰς ἀπό τοῦ 1776 καὶ ἐντεῦθεν περιόδους τῆς ἡλιακῆς δράσεως. Ταῦτα ἔχομεν ἡδη εὗρει τὰς μαθηματικὰς ἔνδρασεις τόσον διά τῶν πολυανύμων P_1, P_2, P_3 τῆς ὄρμονικῆς ἀναλύσεως, ὅσον καὶ διὰ τῆς μεθόδου τοῦ Ξανθάνη (Πίνακες II καὶ IV).⁶ Ήδη πρός σύγκρισιν τῶν προσεγγίσεων σχηματίζομεν τὸν, εἰς τό τέλος τῆς παρουσίας, παρατιθέμενον πίνακα V. Εἰς τοῦτο ἀναγράφονται δι' ἔναστον σταθμῶν καὶ ἐνστον τῶν θεωρουμένων περιόδων τῆς ἡλιακῆς δράσεως αἱ παρατηρήσεις μέσαι μηνιαῖαι θερμοκρασίαι T_{ημ.} καθὼς ἐπίσης καὶ αἱ ὑπολογισθεῖσαι τοιαῦται T_{ημ.} τόσον διότιν πο-

λυωνύμων P_1, P_2, P_3 τῆς θρησκείας αναλύεται*, δεν υπάρχει τῶν σκέσεων (22) οὐδὲ (23) τοῦ ν. Ξανθίου. Διάνυντας τὴν μαθητικήν παρέχονται αὗται αἱ υπολογισθεῖσαι τιμαὶ T_{up} . ἀλλὰ αἱ ἀντίστοιχοι διαφοραὶ $T_{\text{par}} - T_{\text{up}}$. Αἱ διαφοραὶ αὗται παριστάνται διότι τῶν:

$$\begin{array}{lllllll} u_1 & \text{ὅταν } \pi \text{ } T_{\text{up}} \text{ υπολογίζεται διάτοῦ πολυωνύμου } P_1 \\ u_2 & " " " " " " P_2 \\ u_3 & " " " " " " P_3 \end{array}$$

u " " " διάτων σκέσεων τοῦ ν. Ξανθίου.

Τέλος εἰς τὴν τελευταίαν σπίλην τοῦ πίνακος τῶν παρέχεται τὸ πιθανόν σφάλμα \pm τῆς ἀντίστοιχου μαθηματικῆς ἐκφράσεως, τὸ ὄποιον ὑπελογίσθη τῇ βοηθείᾳ τοῦ τύπου $= 0.6745 \sqrt{\frac{\Sigma u}{18}}$.

Σε τοῦ πίνακος τούτου διαπιστοῦμεν ταὶ ἔξη:

1) Εάν παραστήσωμεν διάτοι \pm τοῖς πιθανοῖς σφαλματοῖς ἀντίστοιχοῖς εἰς τὴν μαθηματικὴν ἐκφρασιν π τῆς ἐτοιαστής πορείας διά τῆς μεθόδου τοῦ ν. Ξανθίου οὐδὲ διότι τῶν s_1, s_2, s_3 ταὶ πιθανὰ σφαλματα τὰ ἀντίστοιχοι νοστεῖσθαι τὰς μαθηματικὰς ἐκφράσεις τῆς ἐτοιαστής πορείας διότι τῶν πολυωνύμων P_1, P_2, P_3 τῆς ἀρμονικῆς αναλύσεως τότε, ἐπὶ συνόλου 57 περιόδων, ἔχομεν τὰς ἔξης σκέσεις:

- a) Εἰς 21 περιόδους, πῆται τὰ 37% τοῦ συνόλου εἶναι: $s_2 > s > s_3$
- b) " 19 " " 33% " " " $s_1 > s > s_2$
- c) " 17 " " 30% " " " $s \leq s_3$

2) Εάν θεωρήσωμεν τὰς 684 διαφορὰς \pm αἱ ὄποιαι ἀντίστοιχοῖς εἰς τὸ σύνολον τῶν μελετώμενων 57 περιόδων, οὐδὲ οὐδὲ τὰς ἀντίστοιχους διαφορὰς u_1, u_2, u_3 , τότε παρατηροῦμεν τὰ ἔξης ὡς πρὸς τὸ μέγεθός των:

* Διά τὸν υπολογισμὸν τῶν τιμῶν τούτων ἐγένετο χρῆσις τῶν σκέσεων (27) ἀντὶ τῶν (18) πρὸς ἀπλαύστευσιν τῶν υπολογισμῶν οὐαὶ περιορισμὸν τῶν λογιστικῶν σφαλμάτων.

α) Έκ των διαφορών υ₁ το 70% είναι υαγ' απόλυτον τιμήν μητρότεραι ή ίσαι των 0°C

β) „ „ υ₂ „ 82% είναι υαγ' απόλυτον τιμήν μητρότεραι ή ίσαι των 0°C

γ) „ „ υ₃ „ 89% είναι υαγ' απόλυτον τιμήν μητρότεραι ή ίσαι των 0°C

δ) „ „ υ „ 85% είναι υαγ' απόλυτον τιμήν μητρότεραι ή ίσαι των 0°C

ε) Έάν υπολογίσουμεν τη βοηθεία του τύπου $K = \sqrt{\frac{684}{2\sum u^2}}$

την "άκριβειαν" (βαθμὸν ἀκριβείας) Κ την όποιαν μᾶς παρέχει η καρισμένως εἴδη έναστος έκ των 4 υπολογισμῶν διά τό σύνολον των μελετώμένων ένταῦθα 57 έτησίων πορειῶν, εύρισκομεν το ἔξης:

α) Ο υπολογισμός τη βοηθεία του πολυωνύμου P_1 παρέχει άκριβειαν $K = 1.29$

β) „ „ „ „ του πολυωνύμου P_2 παρέχει άκριβειαν $K = 1.66$

γ) „ „ „ „ του πολυωνύμου P_3 παρέχει άκριβειαν $K = 2.12$

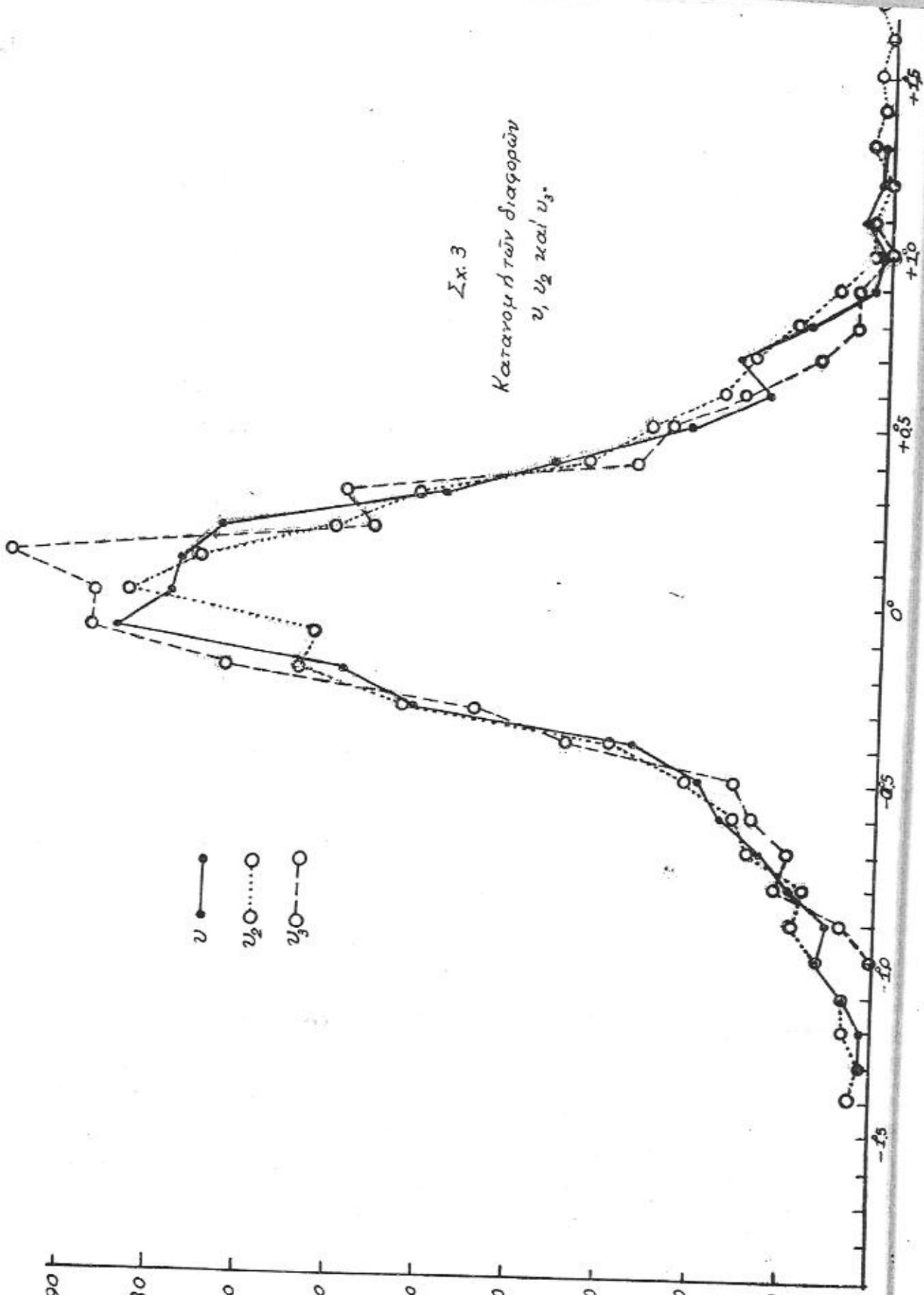
δ) „ „ „ „ των σχέσεων του υ. Ξανθάκη παρέχει άκριβειαν $K = 1.84$

Σε τῶν τριῶν ἀνωτέρω συγχρίσεων συνάγεται ὅτι αἱ τιμαὶ:

α) του πιθανοῦ σεσδιλματος υατά την έναρασιν έκστης εποιας πορείας ηεκαρισμένως,

β) του πλήθους τῶν διαφορῶν $T_{par.}-T_{ηπ.}$ αἱ όποιαι είναι υαγ' απόλυτον τιμήν μητρότεραι ή ίσαι των 0°C,

γ) τῆς άκριβειας τῆς παρεχομένης υατά την μαθηματικὴν ζηγρασιν ὅλων τῶν θεωρουμένων ένταῦθα έτησίων πορειῶν, αἱ ἀναφερόμενας εἰσ τὴν μαθηματικὴν ζηγρασιν τῆς έτησίας πορείας διά τῆς μεθόδου του υ. Ξανθάκη, περιλαμβάνονται, οι εταξύ τῶν τιμῶν τῶν ἀντιστοίχων μεγεθῶν τῶν ἀναφερομένων



εἰς τὴν μαθηματικὴν ἔιρρασιν τῆς ἐποίας πορείας διάτῶν πολυωνύμων P_2 οὐαὶ P_3 τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως.

Τέλος, διάνα οὐαταστῆ πληρεστέρα ἡ σύγκρισις τῶν παρεχομένων προσεγγίσεων, δίδομεν εἰς τόσκημα (3) τὰς οὐατανομάς τῶν διαφορῶν v_1, v_2 οὐαὶ v_3 . Έν τοῦ σκήματος τούτου διαπιστοῦται ὅτι τὸ πολύγωνον ἐπαναλήψεων τὸ ἀντιστοιχοῦν εἰς τὴν οὐατανομήν τῶν v . περιλαμβάνεται, ἐν γένει, μεταξύ τῶν δύο πολυγώνων ἐπαναλήψεων τῶν ἀντιστοιχούντων εἰς τὰς οὐατανομάς τῶν v_2 οὐαὶ v_3 . Έπίσης ξάνθη υπολογίσωμεν τὰς διασπορὰς εἰς τῶν τριῶν αὐτῶν οὐατανομῶν τῇ βοηθείᾳ τῆς σχέσεως $\sigma = \sqrt{\frac{\sum v^2}{684}}$ εὑρίσκομεν τὰς ξεποτιμάς:

$$\text{α) Διάτην οὐατανομήν τῶν } v_2 : \quad \sigma = 0,43$$

$$\text{β) " " " } v_3 : \quad \sigma = 0,33$$

$$\text{γ) " " " } v : \quad \sigma = 0,38$$

Σε ὅλων τῶν ἀνωτέρω προιηπτει ὅτι ἡ προσέγγισις ἡ παρεχομένη ὑπό τῶν σχέσεων τοῦ ι. Ξανθάνη περιλαμβάνεται μεταξύ τῶν προσεγγίσεων τῶν παρεχομένων ὑπό τῶν πολυωνύμων P_2 οὐαὶ P_3 τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως. Λαμβάνοντες συνεπάς ὑπὸ ὄψιν τόπλῆος τῶν κροσιμοποιουμένων σταθερῶν οὐαταλήγομεν εἰς τὸ ἔτης συμπέρασμα.*

Ἡ μέθοδος τοῦ ι. Ξανθάνη διά τὴν μαθηματικὴν ἔιρρασιν τῆς ἐποίας πορείας τῆς θεομοιρασίας τοῦ ἀέρος εἰς τὰς εὑράτους ζώνας παρέχει τὴν αὐτὴν προσέγγισιν, ἐν σχέσει πρὸς τὸ πλῆθος τῶν κροσιμοποιουμένων σταθερῶν, μὲ τὴν οὐασσιτὴν μέθοδον τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως.

Σάν καὶ λάβωμεν ὑπὸ ὄψιν μας ὅτι ἡ μὲν μέθοδος τῆς ἀρμονικῆς ἀναλύσεως εἶναι μία μαθηματικὴ μέθοδος εἰδικῶς δη-

* Φυσικά τὸ συμπέρασμα τοῦτο ἰσχύει κυρίως διά τῶν μελετηθέντας ἐνταῦθα σταθμῶν οὐαὶ τὰς θεωρηθέντα χρονικά διαστήματα. Θά ἡτο συνεπάς λίαν ζηδιαγέρον να επειταθῇ ἡ σχετικὴ ἔρευνα οὐαὶ εἰς ἄλλους οὐατά τὸ δυνατόν περισσοτέρους σταθμῶν, ως οὐαὶ εἰς διάφορα χρόνια διαστήματα.

μιουργηθεῖσα διά τὴν μαθηματικὴν ἔνδρασιν τῶν ἐμπειριῶν
συναρτήσεων, οὐκάντις ή μέθοδος τοῦ ν. Ξανθάνη βασίζεται ἐπὶ τῶν ἐμ-
πειριῶν εὑρεθεισῶν σχέσεων (20) οὐαὶ (21), τότε τὸ μερονός ὅτι
αἱ δύο αὗται μέθοδοι παρέχουν τὴν αὐτὴν προσέγγισιν μᾶς δεινῆς
τὴν ὅλως ἴδιαι τέραν σημασίαν τὴν ὅποιαν παρασιάζουν αἱ σχέσεις
αὗται (20) οὐαὶ (21), αἱ ὅποιαι πιθανότατα ἐνδράΐσουν ὥρισμένας
θεμελιώδεις φυσικά ἴδιοτητας τῆς ἐπιστηλας πορείας τῆς θερμομορα-
στας τοῦ ἀέρος.

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ ΔΕΥΤΕΡΟΝ

ΜΕΤΑΒΟΛΑΙ ΤΗΣ ΕΤΗΣΙΑΣ ΠΟΡΕΙΑΣ ΑΠΟ ΠΕΡΙΟΔΟΥ ΕΙΣ ΠΕΡΙΟΔΟΝ ΤΗΣ ΗΛΙΑΚΗΣ ΔΡΑΣΕΩΣ

I. Ο τρόπος έρευνης του ι. Ξανθίου.

§ 31.— Όπως είδομεν εἰς τὴν ἔισαρμην (§ 16), διὰ να εἶναι πλήρης ἡ μελέτη τῆς μεταβλητότητος τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος ἀπό περιόδου εἰς περίοδον τῆς ηλιακῆς δράσεως, θά πρέπη να μην περιορισθῶμεν εἰς τὴν μελέτην τῆς μεταβλητότητος τῶν ρυθμῶν μόνον χαρακτηριστικῶν τῆς ζησίας πορείας (μέση ζησία θερμοκρασία κ.τ.λ.), αλλά να ἀναζητήσωμεν ὅλα τα εἰναὶ τὰ χαρακτηριστικά τῆς ζησίας πορείας μεριδὴν ταῖς οποῖα παρουσιάζουν ἀξιολόγους μεταβολὰς.

Δι. ι. Ξανθίους ὔδειξεν ὅτι δυναμέθα να εύραμεν πλείστα τοιαῦτα μεγέθη, τὴν βοστείᾳ τῶν ὑπ' αὐτοῦ εὑρεθεισῶν σκέψεων (20) καὶ (21) καὶ τῆς ἐξ αὐτῶν προινπτουσέος νέας μαθηματικῆς ζηγράσεως τῆς ζησίας πορείας. Πρὸς τὸν εικοπὸν τούτον ἐργάζεται ὡς ἔξης:

Ἐξετάζει κατ' ὄρχην τὰς τιμάς τῶν σταθερῶν *A, C, V, P, e, w* καὶ διαπιστώνει ὅτι τινὲς ἔξι αὐτῶν παρουσιάζουν, διὰ τοὺς μελετηθέντας ὑπ' αὐτοῦ βασιθμούς (*Βιέννην, Κοπερκάρην, Σέδιμβουργον, Ρώμην, Bergen καὶ Ν. Υόρκην*), ἀξιολόγους μεταβολὰς ἀπό περιόδου εἰς περίοδον τῆς ηλιακῆς δράσεως. Όπως δύμας προτιμήτεν ἐν τῶν σκέψεων (22) καὶ (23) αἱ μεταβολαὶ αὗται θά ἔπειπε να ἐπιφεραῖσσουν σημαντικὰ τὴν ζησίαν πορείαν. Δρμα-

μενος ἔξ αυτοῦ ἀναζητεῖ κατόπιν ἀπλᾶς σκέσεις μεταξύ ἀριθμένων συναρτήσεων τῶν μέσων μηνιαίων θερμοκρασιῶν καὶ τῶν σταθερῶν A, C, V, p, e, w . Σὰν πρόγραμματι καθίσταται δυνατὸν νά εὑρεθοῦν τοιαῦται σκέσεις, τότε, ἐφ' ὅσον αἱ μεταβολαὶ τῶν εἰς αὐτάς ὑπεισερχομένων σταθερῶν δὲν θά ἀλληλοεξουδετεροῦνται πλήρως, θά εἴκαμεν ἀναλόγως μεταβολὰς καὶ διὰ τας ἀντιστοιχους συναρτήσεις τῶν μέσων μηνιαίων θερμοκρασιῶν. Αἱ συναρτήσεις συνεπώς αὗται θά ἔσαν τόποταύμενα, ἀξιοσημειώτους μεταβολὰς παρασιάζοντα, καρακτηριστικά τῆς ζητούσας πορείας μεγάθων.

Ο ο. Ξανθόπους κατέρθισε τῷ ὅντι νά εὔρῃ τοιαῦτας σκέσεις εἰς μιαν σειράν προσδότων έργασιῶν του [36-38].

Οὕτω, παρατεῦν φιέτε ταῦτα: T_h, T_c τάξιμεσας θερμοκρασίας τῶν 4 θερμοτέρων καὶ τῶν 4 ψυχροτέρων μηνῶν του ζιζους, διὰ τῶν T_{eq}, T'_eq τάξιμεσας θερμοκρασίας κατά τους μῆνας τῶν ισημεριῶν, διὰ τῶν T_s, T_w τάξιμεσας θερμοκρασίας κατά τους μῆνας τῶν τροπῶν καὶ διὰ τοῦ R_e τό ὑπ' αὐτοῦ καλούμενον «εὖρος» τῆς ὑπεροχῆς $\Delta T_i = T_{13-i} - T_i$, $i=1,2,\dots,6$ τῶν θερμοκρασιῶν τῶν μηνῶν τοῦ δευτέρου ἔξαμηνου ἀπό τῶν θερμοκρασιῶν τῶν ἀντιστοιχῶν μηνῶν τοῦ πρώτου; Ήτοι:

$$(37) \quad \left\{ \begin{array}{l} T_i = \frac{1}{4}(T_5 + T_6 + T_7 + T_8), \quad T_c = \frac{1}{4}(T_{11} + T_{12} + T_1 + T_2) \\ T_{eq} = \frac{1}{2}(T_3 + T_4), \quad T'_{eq} = \frac{1}{2}(T_9 + T_{10}) \\ T_s = \frac{1}{2}(T_6 + T_7), \quad T_w = \frac{1}{2}(T_{12} + T_1) \\ R_e = \Delta T_{max} - \Delta T_{min} = \frac{1}{2} \left[(T_9 - T_4) + (T_{10} - T_3) \right] - \frac{1}{2} \left[(T_7 - T_6) + (T_{12} - T_1) \right] \end{array} \right.$$

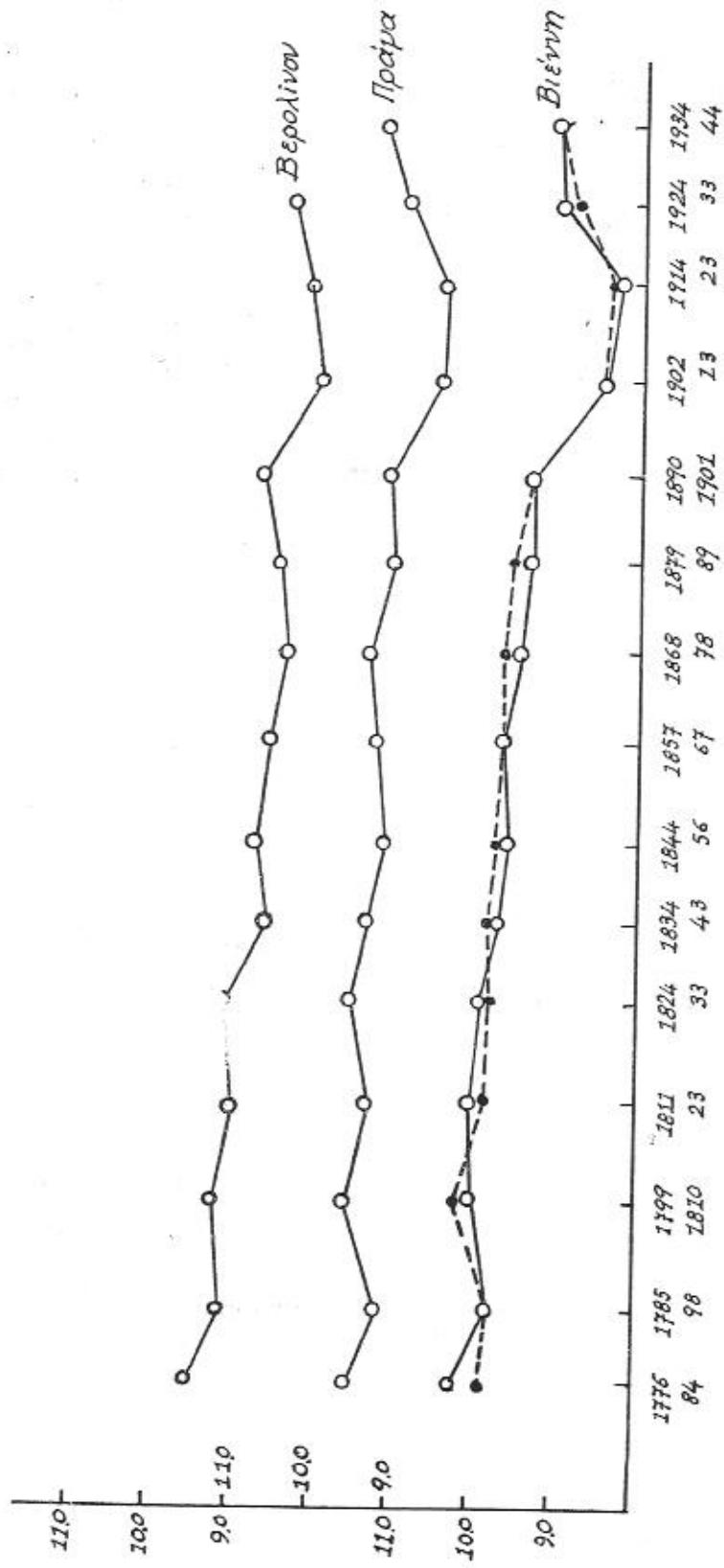
εὑρίσκεται οὕτος τῇ βοηθείᾳ τῶν σκέσεων (20)-(23) τάξις ἔξης σκέσεις:

$$(38) \quad T_h - T_c = 1.673 C \text{ συν } (V - 9^\circ)$$

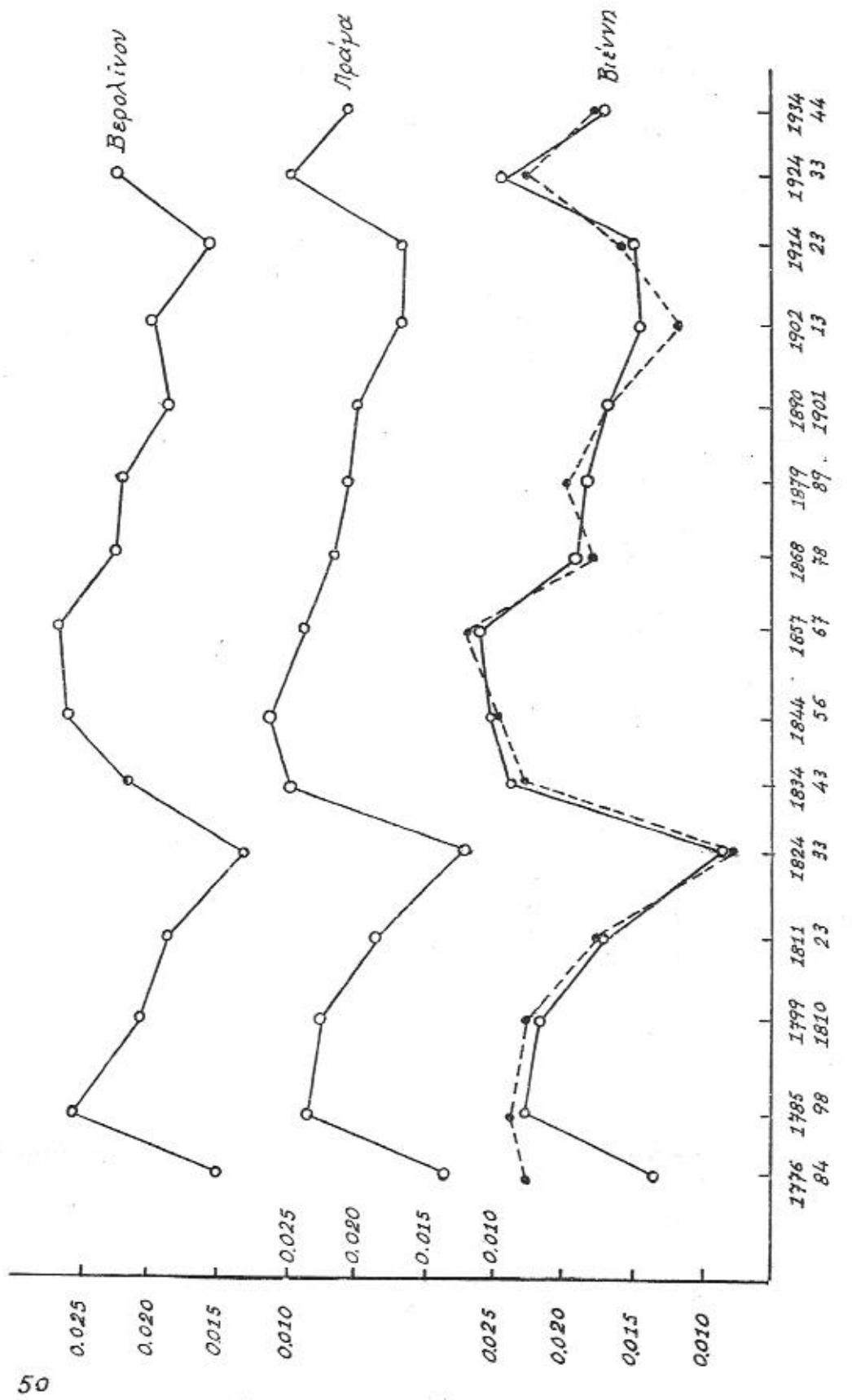
$$(39) \quad T'_{eq} - T_{eq} = (P + ee_o) + e_o \text{ συν } (w - 9^\circ)$$

$$(40) \quad ee(V - 9^\circ) = \frac{2}{1 + \sqrt{3}} \cdot \frac{(T_s + T_w) - (T_{eq} + T'_{eq})}{(T_4 - T_3) + (T_9 - T_{10})}$$

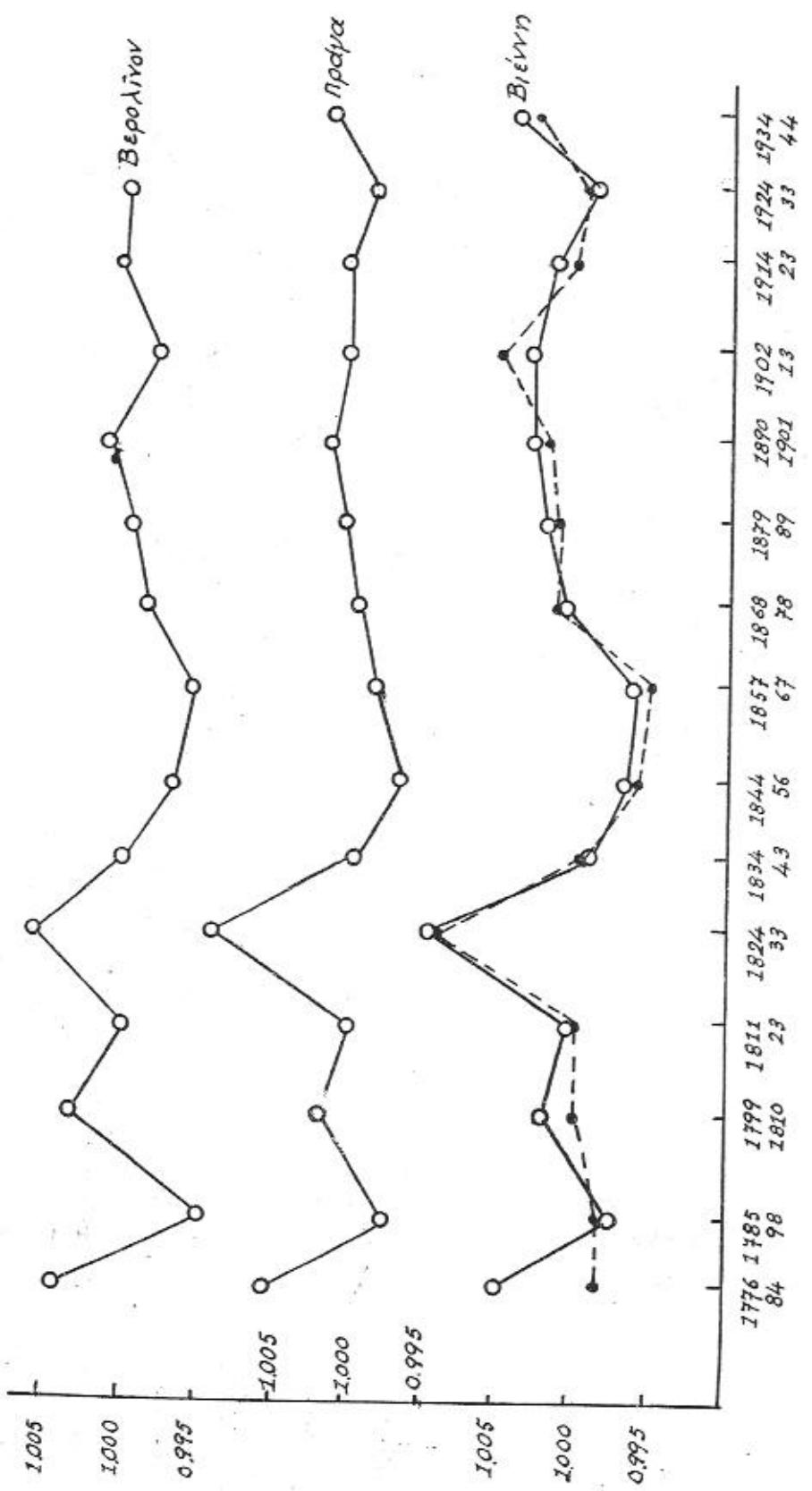
$$(41) \quad R_e = 0.732 e_o \text{ συν } (w - 9^\circ) + 0.45 ee_o \text{ συν } 2(w - 9^\circ)$$



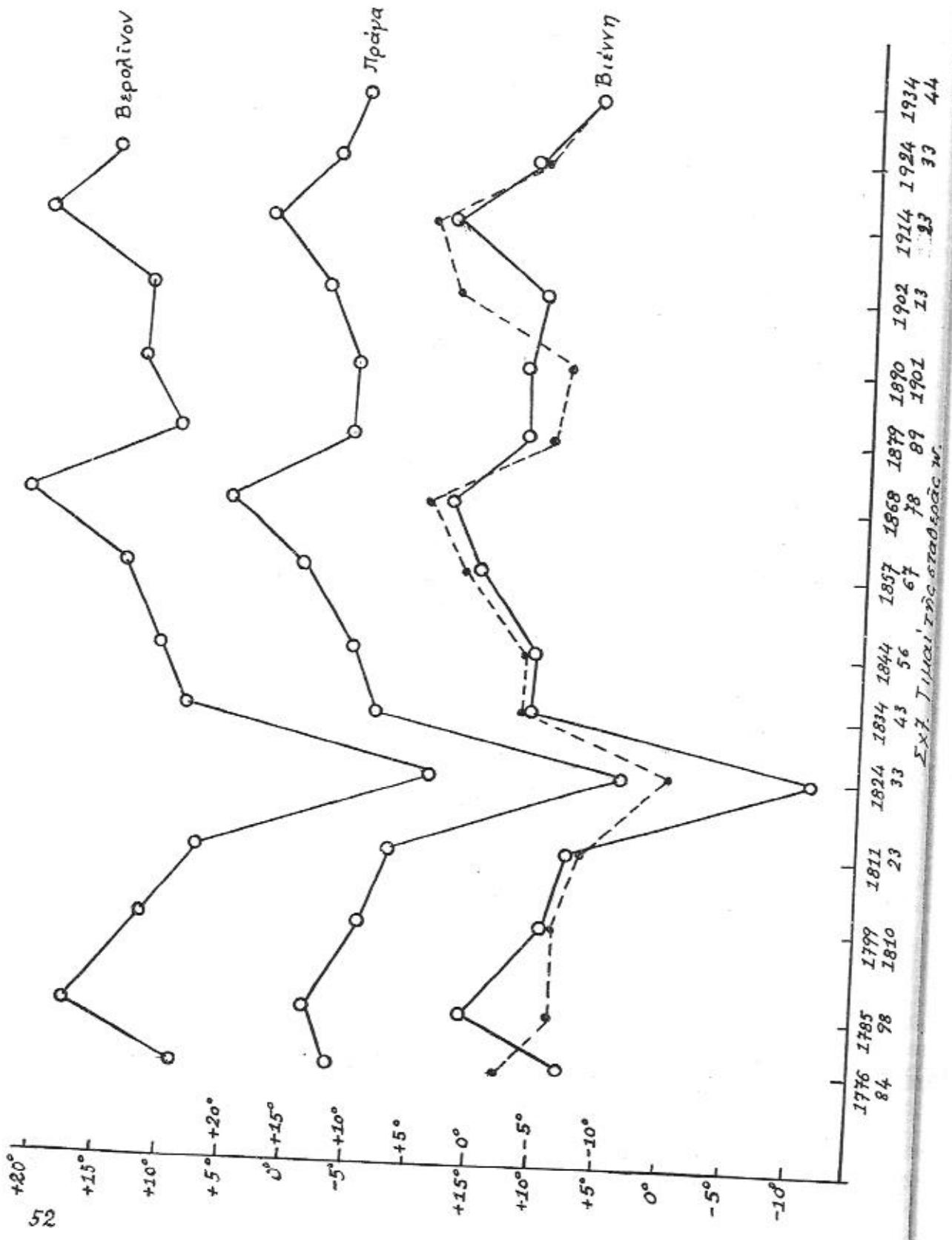
Σχ. 4. Τιμαι της σταθερας C.

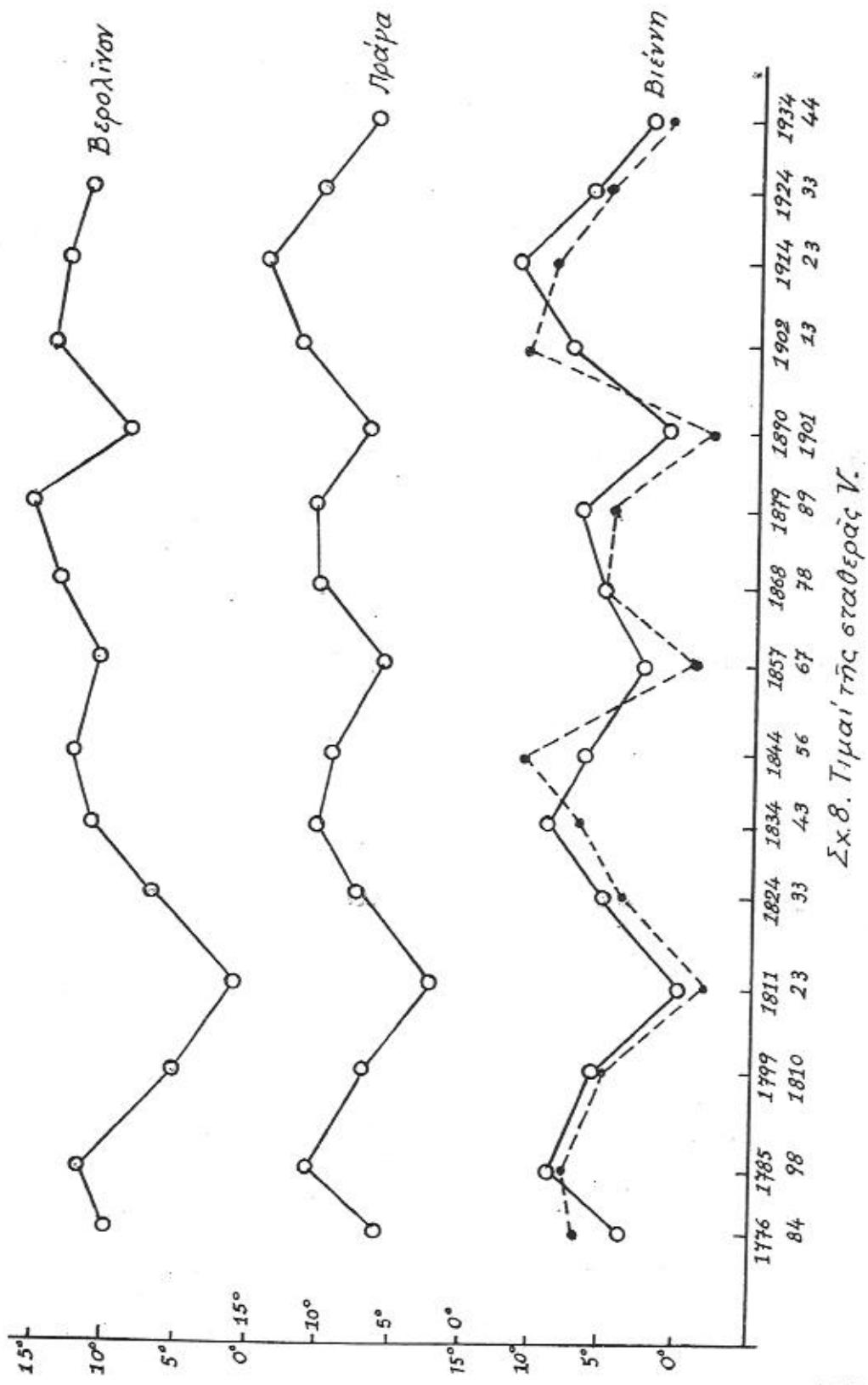


Σχ. 5. Τιμαι της σταθερας θ.



Σχ. 6. Τιμαι' της σταθερας P .





Σχ. 8. Τιμαι της σταθερας V.

οπου:

$$(42) \quad P = (p-1) T_{eq} \approx (p-1) A \text{ και } e_o = ePT_{eq} \text{ συν} 15^\circ \approx ePA \text{ συν} 15^\circ$$

Αἱ σχέσεις αὗται (38)-(41), ὅπως έδειξεν ὁ ο. Ξανθάνης, πληρούνται ἵμανονοπτινῶς ἀπό τὰ δεδομένα τῶν παραγράφων εἰς τοὺς δικελεγηθέντας ὑπάρχουσι σταθμούς. Έπειδὴ δέ αἱ μεταβολαὶ τῶν εἰς αὗτάς ὑπεισερχομένων σταθερῶν δὲν ἀλλολεξανδετεροῦνται εἴμιτο μόνον ἐν μέρει, ἔπειτα ὅτι αἱ σχέσεις αὗται μᾶς παρέχουν πράγματι, χαρακτηριστικά μεριδὴν τῆς ἐποικίας πορείας παρασιδῶντα ἀξιολόγους μεταβολαὶς ἀπό περιόδου εἰς περιόδου τῆς ήλιατῆς δράσεως. Σε τῶν χαρακτηριστικῶν τούτων μεγεθῶν ταῖς τροπαῖς πρῶτα, ὅτοι ταὶ $T_h - T_c$, $T_{eq} - T_{eq}$ καὶ $D = (T_s + T_w) - (T_{eq} + T'_{eq})$ παλεῖται ο. Ξανθάνης «ἐποχιακάς θερμοκρασίας», ἐνῷ τούτοις, τὸ R_e , παλεῖσθως «εὔρος τῆς υπεροκής τῶν θερμοκρασιῶν»*.

Κατά τόδυ τρόπον αὐτὸν παθίσταται δυνατὸν να ἔχωμεν πολυτίμους πληροφορίας διά τὴν μεταβλητότητα τῆς ἐποικίας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος τῇ βοηθείᾳ τῆς μαθηματικῆς έκφράσεως αὗτῆς, τοῦθ' ὅπερ ἐπιβεβαιοῦ τὰ ἀνωτέρου λεκθέντα (§7) περὶ τῆς ἴδιαιτέρας σημασίας τὴν δύοταν ζενέκει, καὶ ἀπό τῆς ἀπόψεως αὗτῆς, ἡ εὑρεσίς υπαλλήλου μαθηματικῆς έκφράσεως τῆς ἐποικίας πορείας.

§32.— Τὰ ἀνωτέρω συμπερασματα τοῦ ο. Ξανθάνη ισχύουν ζευγικά διά τοὺς δικελεγηθέντας ὑπάρχουσι σταθμούς. Ὅπως ὅμως ἔδειχθη προηγουμένως αἱ σχέσεις (20)-(23) πληρούνται ἐπίσης ἵμανονοπτινῶς καὶ διά τὴν Πράγαν καὶ τὸ Βερολίνον. Εἶναι συνεπῶς ἐνδιαγέρον να ἔχετεσθῆτε πατέλοσον δυνάμεια να ἐπεκτείνετε πατέλοσον καὶ εἰς τοὺς ἐν λόγῳ σταθμούς τὰ συμπερασματα ταῦτα.

* Αἱ σχέσεις (38)-(41) παρουσιάζουν ἴδιαιτερον ζευγικά ποτέ μιας ἄλλης ἀπόψεως, ὅτι δηλαδὴ συνδέουν ταῖς σταθεραῖς τοῦ ο. Ξανθάνη πρός τὰ ἀνωτέρα 4 χαρακτηριστικά τῆς ἐποικίας πορείας μεριδὴν καὶ μᾶς παρέχουν συνεπῶς τοιαυτοτρόπως τὴν ζευγικήν σημασίαν τῶν σταθερῶν τούτων. [36].

Πρός τοῦτο θά πρέπη να ἔχεται σύμφωνον ματ' ἀρχήν ματ' πόσον ματ' εἰς τοὺς σταθμοὺς τούτους αἱ σταθεραὶ τοῦτοι Ξανθάκη παρουσιάζουν μεταβολάς ἀναλόγους πρὸς τὰς διαπιστώθείσας διάταξης καὶ ἄλλους σταθμούς. Τοῦτο πράγματι συμβαίνει, ὅπως φαίνεται ἐν τοῦ πινακίδιῳ IV. Διάνα ματαστῆ μάλιστα περιεστέρερον ἐποπτικὴ πημελέτη τῶν μεταβολῶν αὐτῶν, παρέχεται εἰς τὰ ἀνωτέρω σκήματα (4)-(8) πήραντι παράστασις τῶν τιμῶν τῶν σταθερῶν τόσον διάτην Πράγμαν ματ' τὸ Βερολίνον, ὃν ματ' διά τὴν Βιέννην.* Έν τῶν διαγραμμάτων τούτων διαπιστούται εὔκολως ὅτι αἱ πλεῖσται τῶν σταθερῶν τοῦτοι Ξανθάκη παρουσιάζουν ματ' διά τὴν Πράγμαν ματ' τὸ Βερολίνον ἀξιοσημειώτας μεταβολάς ματ' αἱ ὅποιαι μάλιστα εἶναι ἀνάλογοι πρὸς τὰς μεταβολάς τὰς εὑρεθείσας διά τὴν Βιέννην.

Συγκειριμένως:

α) Ἡ σταθερά C (σχ.4) παρουσιάζει μίαν ἐλαφράν πτώσιν ἀπό τῶν ἀρχῶν τοῦ 19^{ου} αἰώνος μέχρι τῆς περιόδου 1914-23, δηδόθεν ἄρχεται ματ' πάλιν αὐξανομένη. Ἡ πτώσις μάλιστα αὗτη εἶγαι πλέον ἔντονος ματ' ὅμαλη διά τὴν Βιέννην, ἐνῷ διά τοὺς δύο ἄλλους σταθμούς διακόπτεται ἀπό μικρὰ τίνας αὐξομειωσεις τῆς τιμῆς τοῦ C.

β) Ἐντιθέτως ἡ σταθερά e (σχ.5) παρουσιάζει σημαντικάς αὐξομειωσεις τῆς τιμῆς της μέδυον εαφῆ ἐλάχιστα τό πρῶτον ματά τὴν περίοδον 1824-33 ματ' τὸ δεύτερον ματά τὰς περιόδους 1902-13 ματ' 1914-23.

γ) Ἡ σταθερά p (σχ.6) παρουσιάζει ματ' αὕτη αὐξομειωσεις ὥπως ματ' ἡ e, ἀντιθέτου ὅμως φορᾶς. Έν τῶν σχ. (5) ματ' (6) μάλιστα εὔκολως διαπιστούται ὅτι ὑπάρχει μία στενή ἀρνητική σύντομη σταθερά.

* Λίτιμαι τῶν σταθερῶν διά τὴν Βιέννην, αἱ εὑρεθείσαι ύπότοι ματ' Ξανθάκη, παρίστανται εἰς τὰ σκήματα (4)-(8) διά τῆς διαμεμομένης γραμμῆς, ἵνῳ πήσυνεχής γραμμή παριστᾷ τὰς τιμὰς τῶν σταθερῶν διά τὸν σταθμὸν τοῦτον, τὰς εὑρεθείσας διά τῆς χρονομολογουμένης ἔνταῦθα νέας μεθόδου [Πίναξ IV].

τική ευθέτισις μεταξύ τῶν τιμῶν τῶν δύο τουτών σταθερῶν. Ο ἀντίστοιχος συντελεστὴς ευθετίσεως εἶναι διά τὴν Βιέννην -0,92, διά τὴν Πράγαν -0,84 καὶ διά τὸ Βερολίνον -0,85.

δ) Αἱ ρωνίαι φάσεως παρουσιάζουν ἐπίσης ἀξιολόγους μεταβολάς. Οὕτω, ἡ ρωνία V (σχ. 7) παρουσιάζει αὐξομειώσεις σημαντικού εὕρους μὲν σαφές ἐλάχιστον κατά τὴν περίοδον 1824-33 καὶ εὐδιάλυτα μέριστα κατά τὰς περιόδους 1868-78 καὶ 1914-23.

Η ρωνία V σχ.(8) ἀντιθέτως παρουσιάζει αὐξομειώσεις μηρογέρου εὕρους μὲν εὐδιάλυτα ἐλάχιστα κατά τὰς περιόδους 1811-23, 1857-67 καὶ 1890-1901.

ε) Η σταθερά A τέλος παρουσιάζει ἐπίσης σημαντικάς μεταβολάς. Έπειδὴ ὅμως δί' αὐτῆς γίνεται ἡ ἴσουατανομή τῶν διαφορῶν $v_T = (T_{\mu,i})_{\text{παρ.}} - (T_{\mu,i})_{\text{νη.}}$ κατά τὴν λύσιν τοῦ συστήματος (20), διά τούτο αἱ μεταβολαὶ τῶν τιμῶν αὐτῆς προέρχονται τόσον ἐκ τῶν μεταβολῶν τῶν τιμῶν τοῦ $T_m = \frac{1}{6} \sum_{i=1}^6 T_{\mu,i} = \frac{1}{12} \sum_{i=1}^{12} T_i$, ὅσον καὶ ἐκ τῶν μεταβολῶν τῆς ρωνίας V^* καὶ ὡς ἐκ τούτου δέν παρουσιάζουν ἴδιαίτερον ἐνδιαγέρον.

§ 33. — Όπως διεπιστώθη ἀντέρω αἱ πλεῖσται τῶν σταθερῶν τοῦ π . Ξανθάσιν παρουσιάζουν ἀξιοσημειώτας μεταβολάς καὶ εἰς τοὺς δύο νίσους σταθμούς, τὴν Πράγαν καὶ τὸ Βερολίνον. Ἐν συνεπώς καὶ αἱ σχέσεις (38)-(41) πληροῦνται ἐπίσης ἴνανοποιτικῶς καὶ δί' αὐτούς, τότε τόσον αἱ ἐποχιαναί θερμομορφασται ὅσον καὶ τὸ εὖρος R_e θά παρουσιάζουν καὶ διά τοὺς σταθμούς τούτους ἀξιολόγους μεταβολάς. Η ἔξετασις μάλιστα τῆς ἴσχυος τῶν σχέσεων (38)-(41) παρουσιάζει ἐνδιαγέρον καὶ ἀπό τῆς ἔξης ἀπόψεως: ἐνταῦθα ὁ ὑπολογισμός τῶν σταθερῶν θρέψεται διά τῆς προπρομένως περιγραφείσης νέας μεθόδου καὶ συνεπῶς εἶναι ἐνδιαγέρον νότιες ταθῆς κατά πόσον καὶ εἰς τὴν περίπτωσιν ταύτην ἴσχυσουν αἱ σχέσεις αὗται ἐξ ἵσου ἴνανοποιτικῶς, ὅσον καὶ εἰς τὴν περίπτωσιν καθ' ἓν αἱ σταθεραὶ ὑπολογίζονται διά τῆς μεθόδου τοῦ π . Ξανθάσιν. Διά

* Τούτο προιμύπτει καὶ ἐκ τῆς ὑπό τοῦ π . Ξανθάσιν δοθείσης [36] σχέσεως: $A = T_m + \frac{\sqrt{2} + \sqrt{6}}{6} C_{\mu\mu} (V - 9^\circ)$.

τόν λόγον ὅμοιως αὐτὸν συμπεριελήφθη εἰς τόν διά τὴν μελέτην τοῦ ζητήματος παταρτισθέντα πίνακα VII ἐκτός τῶν δύο νέων σταθμῶν καὶ ἡ Βιέννη. Εἰς τὸν πίνακα τοῦτον παρέχονται τό δέξιός στοιχεῖα:

α) Αἱ παρατηρηθεῖσαι τιμαὶ τῶν ἐποχιακῶν θερμομέτρων καὶ τοῦ εὑρουσαὶ τῆς υπεροχῆς τῶν θερμομέτρων, $(T_h - T_c)_{\text{par.}}$, $(T'_e - T_{eq})_{\text{par.}}$, $D = (T_s + T_w) - (T'_{eq} + T_{eq})_{\text{par.}}$ καὶ $(R_e)_{\text{par.}}$

β) Αἱ διά τῶν σχέσεων* (38), (39) καὶ (41) υπολογισθεῖσαι τιμαὶ** $(T_h - T_c)_{\text{vp.}}$, $(T'_e - T_{eq})_{\text{vp.}}$ καὶ $(R_e)_{\text{vp.}}$ καθὼς καὶ τιμαὶ τῆς διαφορᾶς $V-11^{\circ}$.

Όπως διαπιστώνται ξένων:

α) Τὸ 86% τῶν διαφορῶν $(T_h - T_c)_{\text{par.}} - (T_h - T_c)_{\text{vp.}}$ καὶ

β) Τὸ 93% „ „ $(R_e)_{\text{par.}} - (R_e)_{\text{vp.}}$

εἶναι κατ' ἀπόλυτον τιμῶν μικρότεραι ἢ ἔσαι τῶν 0.1°C , ἐνῷ:

γ) Τὸ 91% τῶν διαφορῶν $(T'_e - T_{eq})_{\text{par.}} - (T'_e - T_{eq})_{\text{vp.}}$
εἶναι κατ' ἀπόλυτον τιμῶν μικρότεραι ἢ ἔσαι τῶν 0.3°C .

Συγεπώς αἱ σχέσεις (38), (39) καὶ (41) πληρούνται ἵνανοποτικῶς, καὶ ὅταν ὁ υπολογισμὸς τῶν σταθερῶν γίνεται διά τῆς χρησιμοποιουμένης ἐνταῦθα νέας μεθόδου, τόσον διά την Βιέννην, ὃσον καὶ διά την Πράγαν καὶ τὸ Βερολίνον.

Τό αὖτοῦ λόγον εἴπονται καὶ διά τῶν σχέσεων (40). Οὕτω ἐν τῆς σχέσεως ταύτης προκύπτει ὅτι ἡ διαφορά D πρέπει να εἶναι ὁμόσημος πρὸς τὴν διαφορὰν $V-11^{\circ}$. Τοῦτο διαπιστώνται πράγματι ἐκ τοῦ πίνακος VII ἐν τοῦ ὅποιου μάλιστα εὑρίσκομεν ὅτι υπάρχει μία στεγνὴ συσχέτισις μεταξὺ τῶν τιμῶν τῶν δύο αὐτῶν διαφορῶν. Ο ἀντίστοιχος συντελεστὴς συσχέτισεως εἶναι $+0.98$ διά την Βιέννην, $+0.98$

*Πρέπει να σημειωθῇ ἐνταῦθα ὅτι λόγῳ τῆς χρησιμοποίησεως τῶν νέων τιμῶν τοῦ μήνας τοῦ Ηλίου ἡ σταθερά γινεται 9° εἰς τὰς σχέσεις (38)-(41) ἀντικαθίσταται διά τῆς τιμῆς 11° .

** Διά την εὑρεσιν τόσον τῆς $(R_e)_{\text{vp.}}$ ὃσον καὶ τῆς $(T'_e - T_{eq})_{\text{vp.}}$ ως τιμαὶ τῶν P_o, e_o ἐλήφθησαν: $P_o = (p-1)A$, $e_o = ePA$ συν 15° .

διάτην Πρόγραμ μαι +0.99 διά το Βερολίνον. Τελικώς λοιπόν καταλήγομεν είς τό συμπέρασμα ότι γόσσον αϊ ἐποχιαναι θερμομετρασίαι, δοσον μαι τό εύρος R_e θα' πρέπη να παρουσιάζουν μαι είς τήν Πρόγραμ μαι τό Βερολίνον ἀξιοσημειώτους μεταβολές μαι δη μακρούς πρός τα' παραγγραφένας είς τήν Βιέννην.

II. Μεταβολαι' τῆς ἐποιας πορείας εἰς τήν Κεντρικήν Εύρωπην.

§34. "Ηδη προβαίνομεν είς τήν μελέτην τῶν ἀπό περιόδου είς περίοδον τῆς ήλιακῆς δράσεως μεταβολῶν τῆς ἐποιας πορείας τῆς θερμομετρασίας τοῦ ἀρρενού. εἰς ταύτην τρεῖς σταθμοὺς τῆς Κεντρικῆς Εύρωπης: Βιέννην, Πρόγραμ μαι Βερολίνον.

Πρός τούτο μελετάμεν μαι ἄρχην τήν μεταβλητήν τῶν μεταβολῶν τῶν ρυματῶν χαρακτηριστικῶν τῆς ἐποιας πορείας μήτοι τῆς μέσους ἐποιας θερμομετρασίας, τοῦ ἐποιού εύρους μαι τῶν ἐποχῶν τοῦ μεγίστου και' ἔλαχιστου. Κατόπιν δέ ὅλου ληροῦμεν τήν σχετικήν μελέτην τετελέσσοντες μαι τήν μεταβλητήν τῶν νέων χαρακτηριστικῶν τῆς ἐποιας πορείας μεγεθών, μήτοι τῶν ἐποχιανῶν θερμομετρασίων μαι τοῦ εύρους R_e .

Οὕτω:

α) Εἰς τό σχ. (9) παρέχεται η μραζινή παράστασις τῶν τιμῶν τῆς μέσους ἐποιας θερμομετρασίας T_m . Έν τούτου διαπιστούται ότι ἀπό τῆς περιόδου 1879-89 μαι ἐντεῦθεν ύχομεν μίαν ρενικήν τάσιν αὐξήσεως τῆς T_m . Βεβαίως μήσοντι πάντησί της ἐντός τῶν βαθῶν περιόδων εἶναι μικρό ($0^{\circ}5C$ περίπου), παραταῦτα δύμις μήδιαστης αὕτη εἶναι ἐνδιαφέρουσα, λαμβανομένου ὑπ' ὄψιν μάλιστα ότι ἀναφέρεται εἰς ἐποχήν μαιθήν πάντη. Βεία τῶν μετεωρολογικῶν παραγγρήσεων εἶναι σημαντικῶς πῦρην. Σημειώσεον ότι, μαθώς γέρειν ο Willet [43], μήγενιν πάντη τάσις παρουσιάζεται εἰς ὅλου ληρού τήν βόρειον εὔκρατον μαι πολικήν ζύνην μαι μάλιστα εἶναι γδιαιτέρως αἰσθητή εἰς τα' ἀνώτερα.

ρα πλάτη. Όσον διφοράτας προηγουμένας περιόδους, παραπροσύμεν
ὅτι αἱ ὑπόρχουσαι μενικαὶ τιθειὲ δέν συμπίπτουν. Οὕτω εἰς τὴν Βι-
έννην ἔχομεν μίαν σημαντικὴν πτῶσιν τῆς T_x , ἥτις εἰς τὴν
Πράγαν διαμόπτεται υπὸ αἰσθητῶν διαυμάνσεων, ἐνῷ ἀντιθέτως
εἰς τὸ Βερολίνον παραπρεῖται μία μενικὴ τάσις αὐξήσεως τῆς με-
τοικίας θερμομετρίας ἀπὸ τῆς περιόδου 1799-1810.

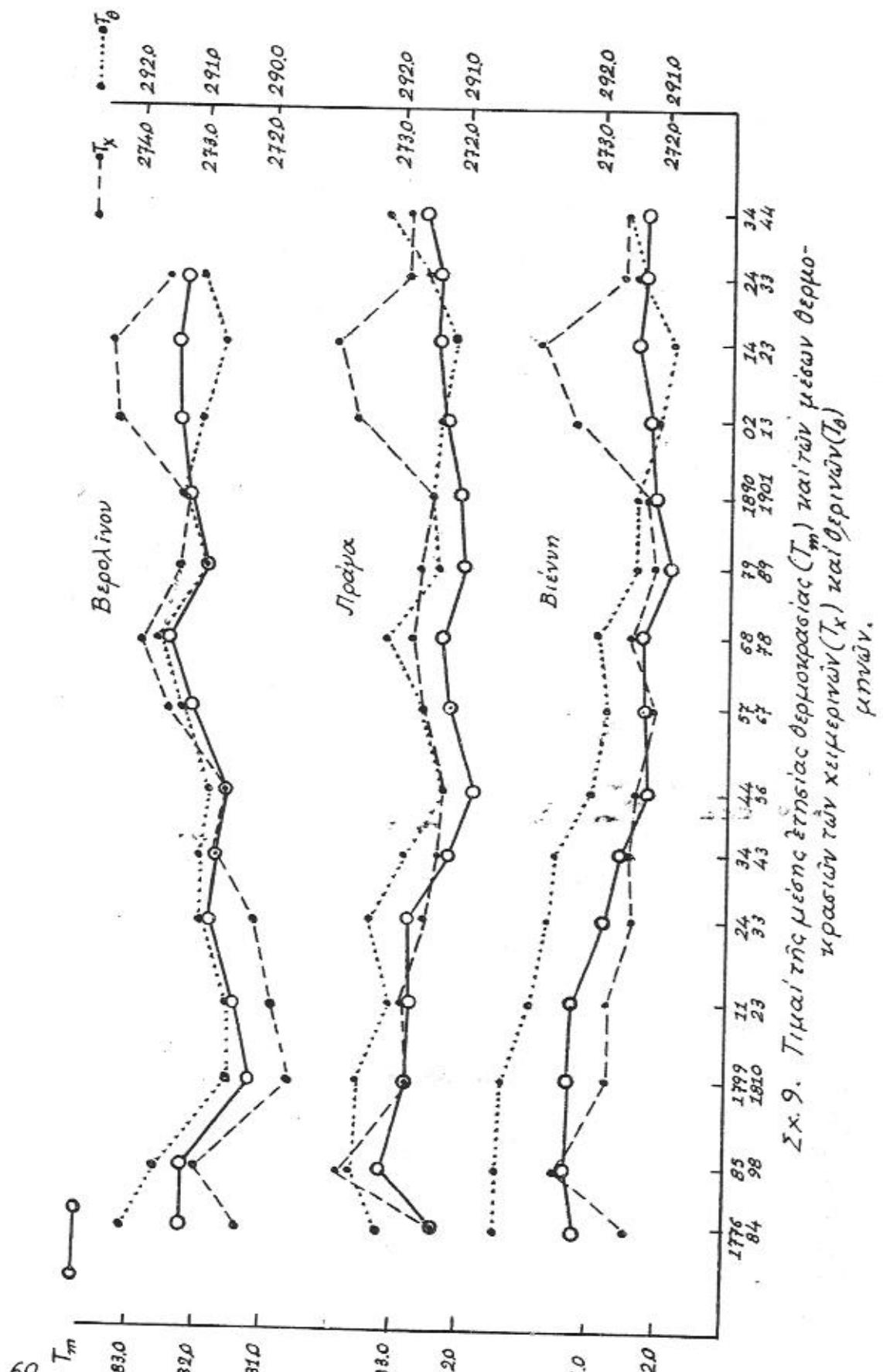
6) Εἰς τὸ αὐτὸ σχῆμα (9) παρέχονται ἐπίσης καὶ αἱ
μεταβολαὶ τῆς μετοικίας θερμομετρίας τῶν τριῶν χειμεριῶν μηνῶν,
 $T_x = \frac{1}{3}(T_{x_2} + T_1 + T_8)$, καθὼς καὶ τῆς μετοικίας θερμομετρίας τῶν τριῶν
θερινῶν τοιστῶν, $T_\theta = \frac{1}{3}(T_6 + T_7 + T_8)$, αἵτινες, ϕῶς εἴδομεν εἰς τὴν
εἰσαγωγὴν (§15-16), ὑπῆρχαν ἐπίσης ἀντικείμενον ιδιαιτέρας μελέ-
της.

Παραπροσύμεν ὅτι κατὰ τὴν διάρκειαν τοῦ 19ου αἰώ-
νος αἱ πορεῖαι τῶν τιμῶν τόσον τῆς T_x ὡσον καὶ τῆς T_θ εἰς τὰς
μενικὰς ψημψίδας των γούλαχιστον εἶναι αἱ αὐταὶ πρὸς τὴν πορε-
ιαν τῶν τιμῶν τῆς μετοικίας θερμομετρίας. Κατατάς δέο
περιόδους ὅμις 1902-13 καὶ 1914-23 παραπρεῖται μία σημαν-
τικὴ διαφορά: αἱ τιμαὶ τῆς T_x παρασιδίζουσαι μίαν σημαντικὴν
αὔξησιν, ἐνῷ ἀντιθέτως η T_θ δεικνύει μίαν ἀεθενῆ πτῶσιν. Ση-
μαντικὴ ἐπίσης διαφορά εἰς τὰς μεταβολὰς τῶν τιμῶν τῶν T_x
καὶ T_θ παραπρεῖται καὶ κατὰ τὰ δύο περιόδους 1776-84 καὶ
1785-98.

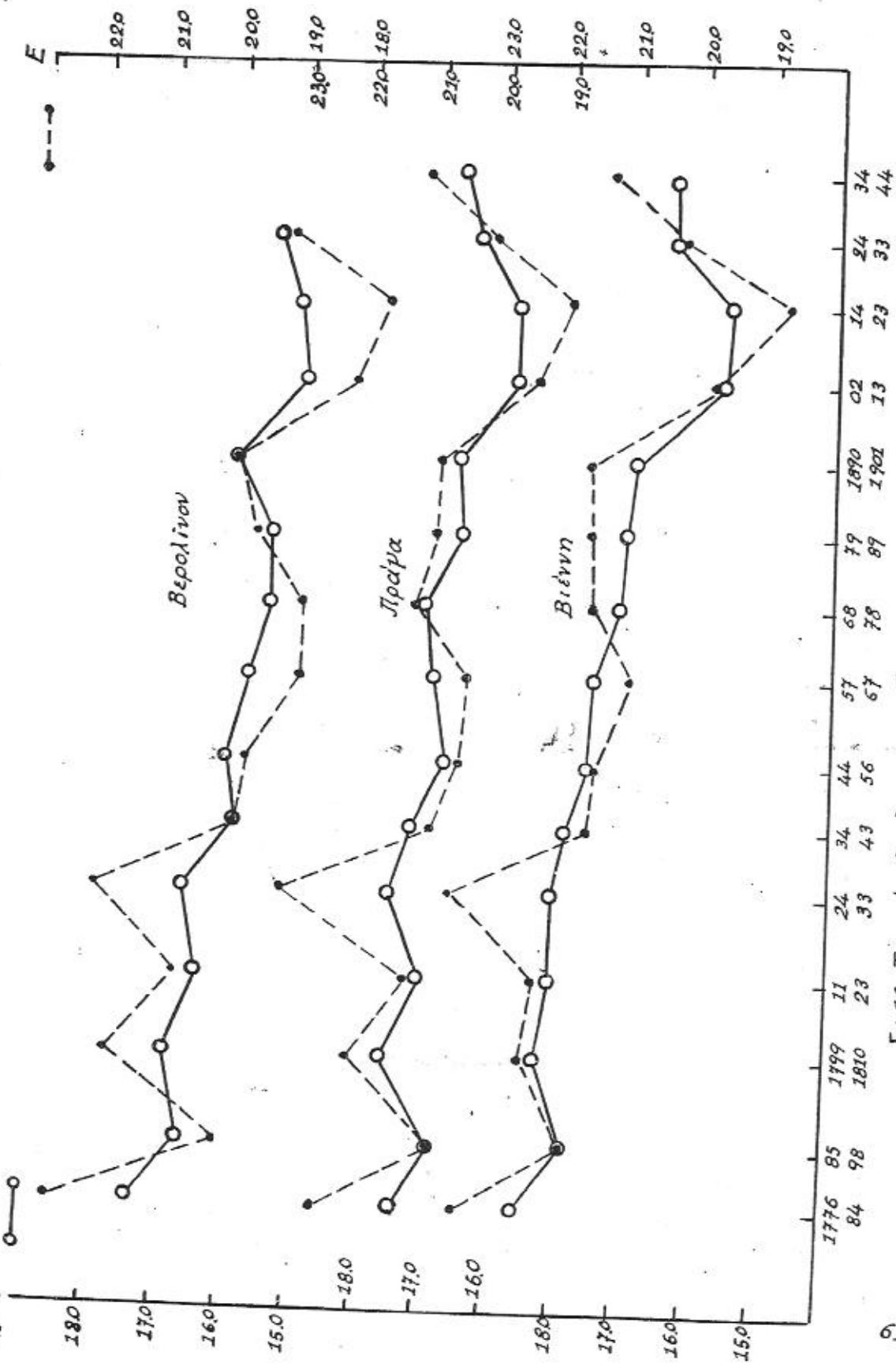
7) Όσον διφορᾶ τὰς ἐποχὰς τῶν ἄκρων τιμῶν ἀξιοση-
μείωτα εἶναι τὰ ἔξης δύο σημεῖα:

1) Κατὰ τὴν περίοδον 1799-1810 ἔχομεν (ὅπως φαίνεται ἐν
τοῦ πίνακος V) μίαν μετάθεσιν τοῦ μεγίστου ἀπό τοῦ γούλιου εἰς
τὸν Αὐγούστον εἰς τὰς 3 θευρὰς μέσους σταθμούς.

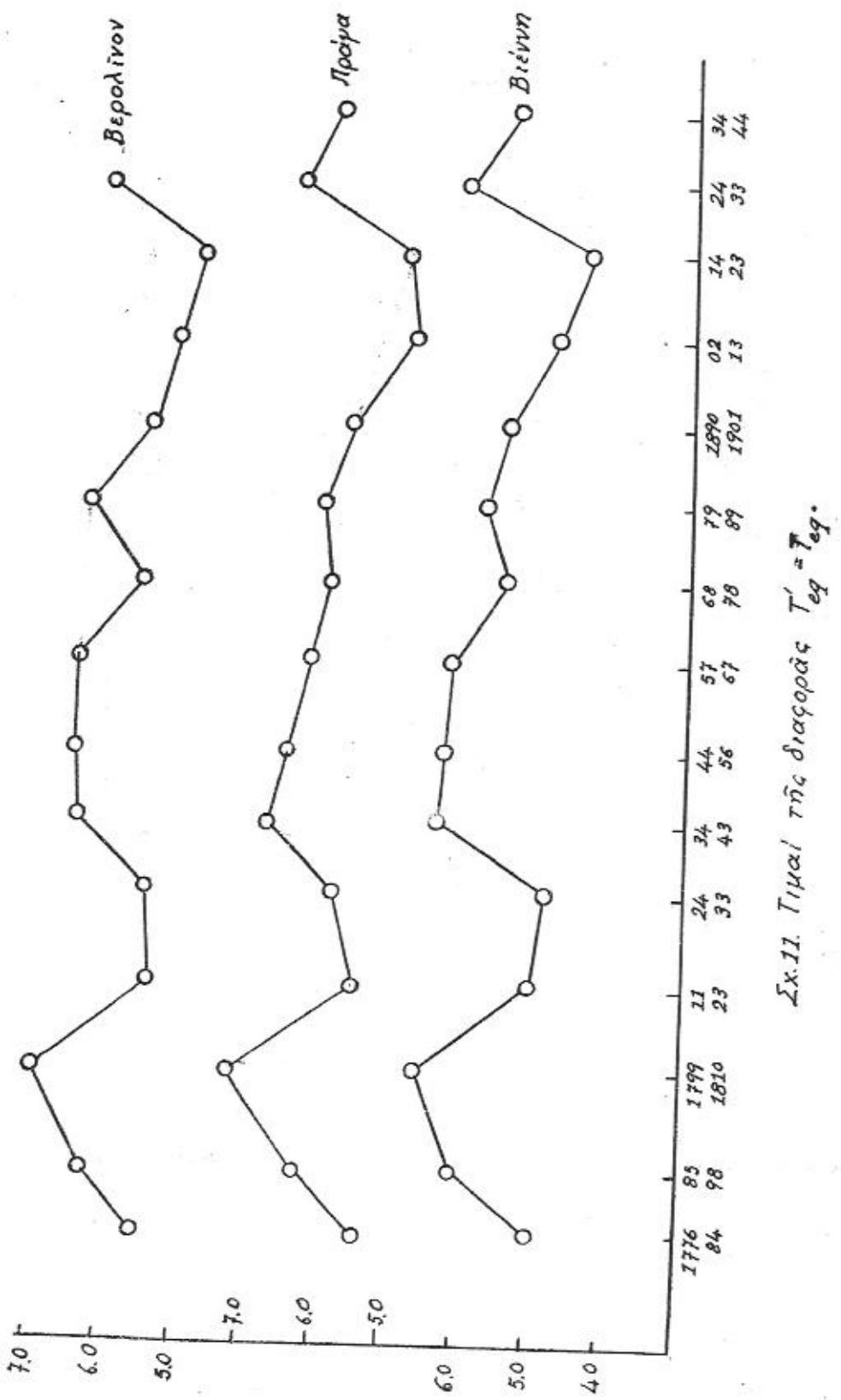
2) Κατὰ τὰς περιόδους 1914-23 καὶ 1924-33 ἔχομεν
μίαν μετάθεσιν τοῦ ἐλαχίστου ἀπό τοῦ Ιανουαρίου εἰς τὸν Φεβρα-
ριον. Η μετάθεσις αὕτη εἰς ἀμφοτέρας τὰς περιόδους ἐμφανίζε-
ται εἰς δύο μόνον ἐν τῶν σταθμῶν, ἐνῷ εἰς τὸν τρίτον ἔχομεν μό-

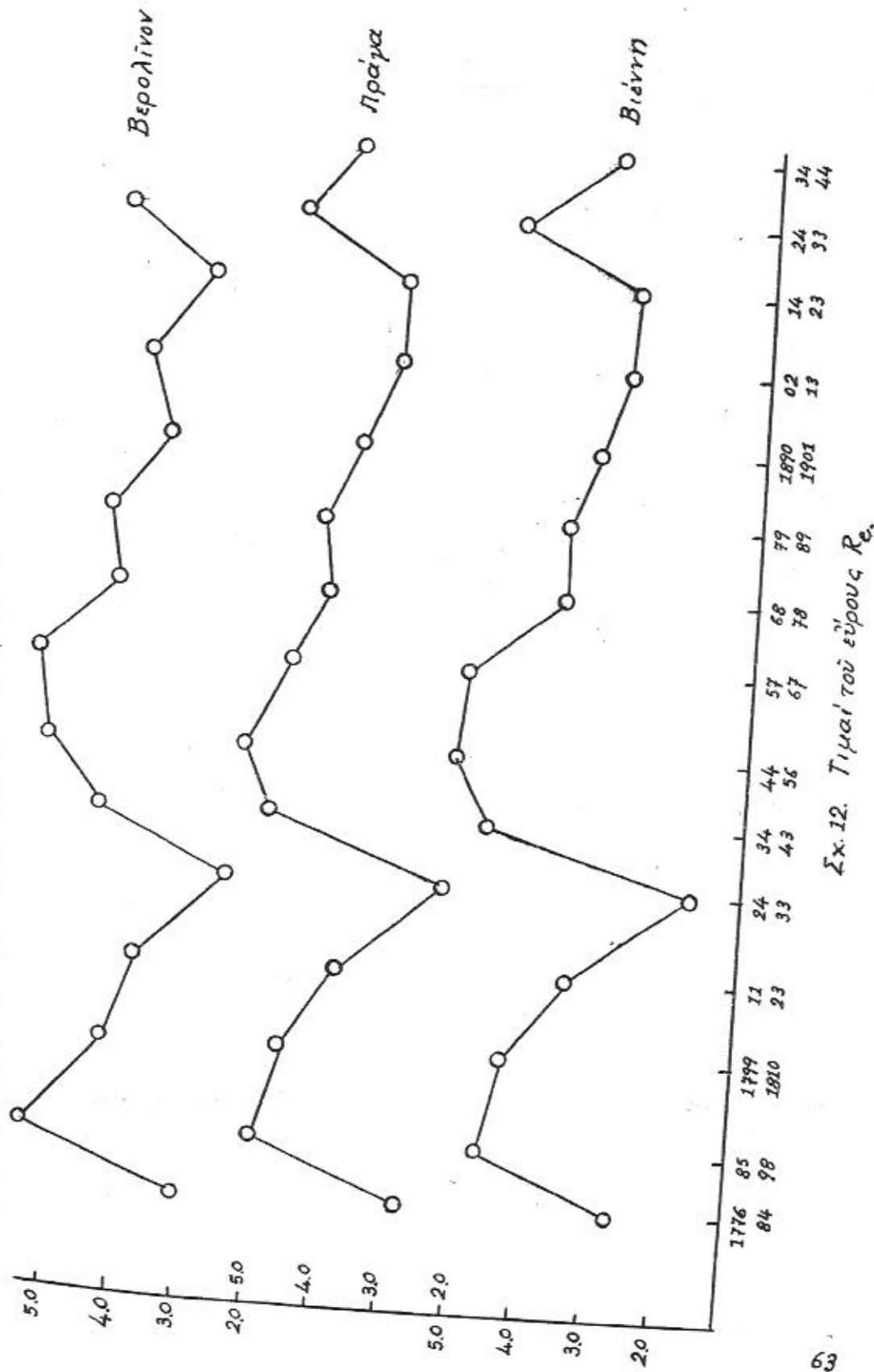


Σχ. 9. Τιμαι της κλίσης επιδροματικής (T_m) και των μείων δερματικών των χειροποίων (T_x) και οξειδωτών (T_f) μηνών.

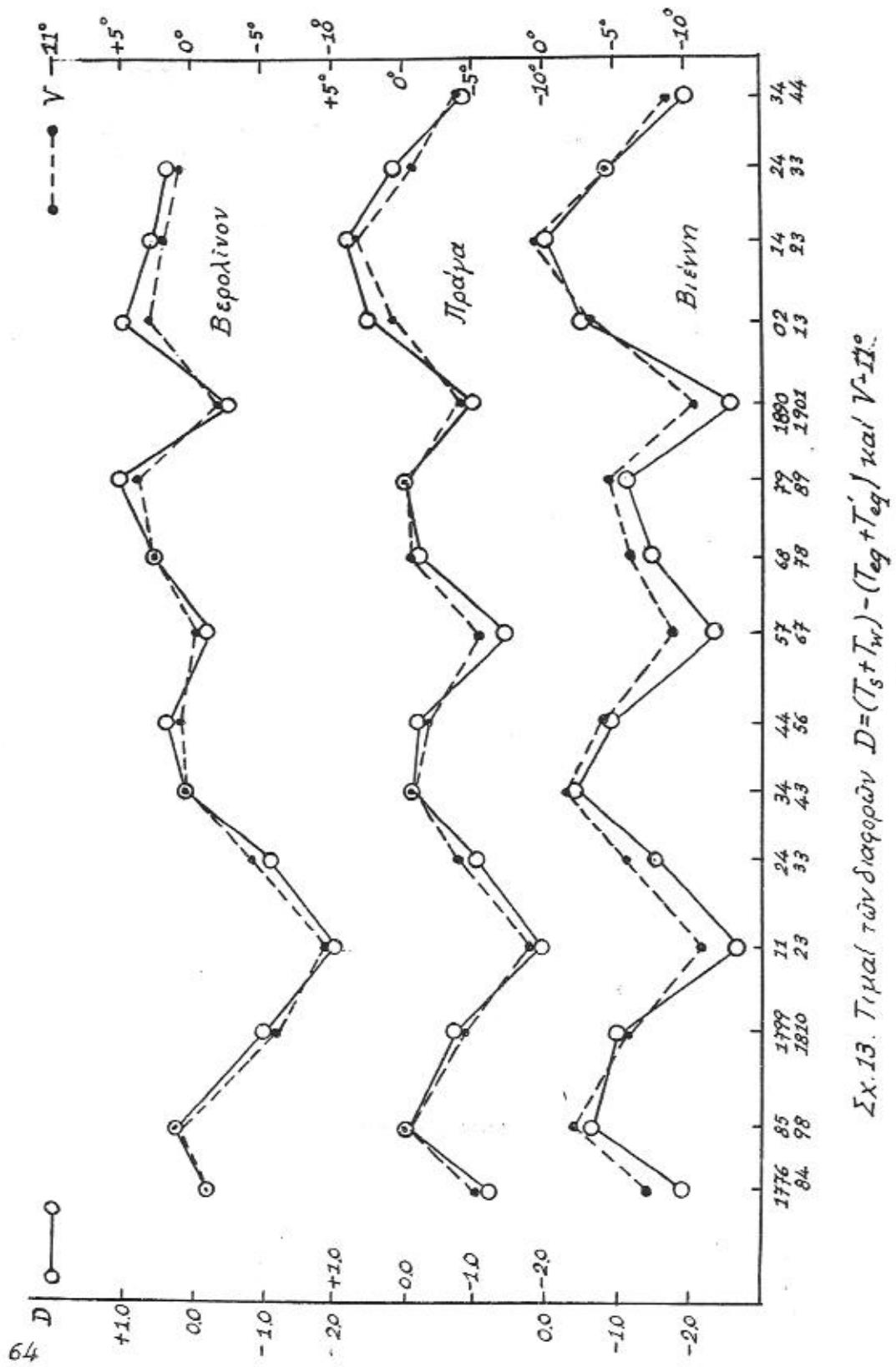


Σχ. 10. Τιμαι' της διαγορᾶς T_h/T_c κατ' οὐ εποιεῖν εύρους E .





Σχ. 12. Τιμαι' του εύρους ρ.ε.



Σχ.13. Τριγωνικές διαγράμματα $D = (T_g + T_w) - (T_g + T_{eq})$ και $V - Tg^\circ$.

νον μιαν σημαντικήν μείωσιν τῆς διαφορᾶς $T_2 - T_1$, τοῦ ἐλαχίστου παραμένοντος εἰς τὸν Κανουάριον.

Καθ' ὅλας τοῖς ἄλλας περιόδους τοῦ ἐλαχίστων σημειου-
ται οὐατά τὸν Κανουάριον, τοῦ δέ μέγιστον οὐατά τὸν Πουλιον.

δ) Εἰς τὸ σχῆμα (10) παρέχεται πίγραφη παράστα-
σις τῶν τιμῶν τοῦ Κανουάριον εὑρουσ. Παραπροσύμεν ὅτι οὐατά τοὺς
τρεῖς σταθμούς ἔχομεν μίαν ρενικήν τάξιν πτώσεως ἀπό τῶν ἀρχῶν
τοῦ 19^{ου} αἰώνος μέχρι τῆς περιόδου 1914-23 ἀπό τῆς ὀποίας ὥρχεται
τοῦτο οὐατά πάλιν αδυτανόμενον. Περὶ τὴν ρενικήν ὅμιλας ταύτην τά-
σιν ὑπάρχουν σημαντικαὶ διακυμάνσεις ὥπως λ.χ. τὸ σαφές μέγι-
στον τῆς περιόδου 1824-33.

Αἱ διακυμάνσεις αὗται οὐαθίστανται μικρότεραι ὅταν
θεωροῦμεν τὴν ὑπό τοῦ ο.Ξανθάρι μελετημένην διαφοράν $T_h - T_c$
τῆς ὀποίας αἵ τιμαι παρίστανται ἐπίσης εἰς τὸ σχῆμα (10). Ηδη υ-
τέρω ὅμιλας σημειωθεῖσα ρενική τάξις ἔξαιρολουθεῖ οὐατά πάλιν ὑφι-
σταμένη, ὥπως ἄλλωστε ὀργεῖλαμεν νά διαμένουμεν λόγῳ τῆς σχί-
σεως (38). Άξιοσημείωτοι εἶναι αἱ καμπηλαὶ τίμαι τόσον τοῦ Καν-
ουάριον εὑρουσ. δεσον οὐατά τῆς διαφορᾶς $T_h - T_c$ οὐατά τάς δύο περιό-
δους 1902-13 οὐατά 1914-23, αἵτινες οὐαθώς φαίνεται ἐκ τοῦ σχή-
ματος (9) προινύπτων λόγῳ τῆς οὐατά τάς περιόδους ταύτας ση-
μειωθεῖσης αὐξήσεως τῶν κειμερινῶν θερμομηρασιῶν οὐατά τῆς εἰς
μικροτέραν οὐλίμακα μειώσεως τῶν θερινῶν τοισύτων.

ε) Εἰς τὰ σχήματα (11) οὐατά (12) παρέχονται αἱ γραφι-
καὶ παραστάσεις τῶν τιμῶν τῆς διαφορᾶς $T_{eq} - T_{eq}$ οὐατά τῷ εὑρουσ.
τῆς ὑπεροχῆς τῶν θερμομηρασιῶν R_c . Αἱ τίμαι τῶν μεγεθῶν αὗτῶν,
ἥπως προινύπτει ἐκ τῶν σχέσεων (39) οὐατά (41), ἔξαρτωνται ἐκ
τῆς σταθερᾶς ε οὐατά συνεπῶς θά δρέπη νά παρουσιάζουν,
ἀντιθέτως πρός τὴν διαφοράν $T_h - T_c$, σημαντικάς διακυμάνσεις.
Τοῦτο διαπιστοῦται πράγματι οὐατά τῷ παρατιθεμένων δια-
γραμμάτων.

στ) Τέλος η διαφορά $D = (T_s + T_w) - (T_{eq} + T'_{eq})$ θά δρέπη

νά παρουσιάζη, ωσθώς προκύπτει έντι τῆς σχέσεως (40), μεταβολής ἀναλόγου πρόστις τῆς διαφορᾶς Ν-ΙΙ°. Τοῦτο φαίνεται εὐνόλως εἰς τό σχῆμα (13) έντι τοῦ ὄποιου διαπιστοῦται ὅτι η διαφορά αὗτη παρουσιάζει πράγματι τρία ἐλάχιστα ουσιώς τοῖς περιόδους 1811-23, 1857-67 καὶ 1890-1901, ὅπως ἀντιβῶς οὐαὶ η εἰς τό αὐτό σχῆμα παρισταμένη διαφορά Ν-ΙΙ°.

§ 35. — Έντι τῶν ἀνωτέρω ἐντεθέντων προκύπτει ὅτι από περιόδου εἰς περίοδον τῆς ήλιαυτῆς δρασεως ἔχομεν σημαντικά μεταβολής τῆς ζητοίας πορείας τῆς θερμοκρασίας τοῦ ἀέρος εἰς τοὺς τρεῖς θεωρηθέντας σταθμούς τῆς Κεντρικῆς Ευρώπης. Έντι τοῦ γεγονότος μάλιστα ὅτι αὗται εἶναι, ὡς ἐπὶ τῷ πλεῖστον, οιναὶ εἰς πάντας τοὺς σταθμούς τούτους, προκύπτει ὅτι δέν δύναται να εἶναι στενῶς τοπικὸν τό βαθύτερον αἴγιον τῶν μεταβολῶν αὐτῶν. Βεβαίως η μελέτη τῶν μεταβολῶν αὐτῶν εὑρίσκεται εἰσέτι εἰς τό προναταριτικόν, τό περιρραφικόν στάδιον, τό δόποιον ὅμως εἶναι, ὡς ρυνωστόν, η ἀπαραίτητος προϋπόθεσις διδυμίαν βαθυτέραν μελέτην τῶν νόμων οὐαὶ τῶν αἰτίων τῶν μεταβολῶν τούτων. Πρός τὴν ουτεύθυνσιν ἀλλοτε αὐτῶν ἐγένετο ἥδη ἐν σημαντικόν βῆμα, χάρις εἰς τὴν διά τῶν εκτετεύεν (38)-(41) τοῦ ~~τε~~ Ξανθάκην ζητευκθεῖσαν ἀναγυγνήν τῆς μελέτης τῶν μεταβολῶν τούτων τῆς ζητοίας πορείας, εἰς τὴν μελέτην τῶν ἀντιστοιχῶν μεταβολῶν τῶν σταθερῶν τῆς ὑπ' αὐτοῦ δοθείσης μαθηματικῆς ἐνεργείας τῆς ζητοίας πορείας.

ΠΙΝΑΞ Ι

Αἱ ἀπό τοῦ 1749 καὶ ἐντεῦθεν περίοδοι τῆς πόλιας
καὶ δράσεως

α.α	Περίοδοι	N_1	N_2	N_3
1	1756-66	85.9	42.5	
2	1767-75	106.1	59.4	
3	1776-84	154.4	68.6	57.2
4	1785-98	132.0	60.0	
5	1799-1810	47.5	23.5	
6	1811-23	45.8	18.2	26.1
7	1824-33	71.0	39.5	
8	1834-43	138.3	65.4	
9	1844-56	124.3	53.2	
10	1857-67	95.7	49.9	55.8
11	1868-78	139.1	56.2	
12	1879-89	63.7	34.8	
13	1890-1901	84.9	38.5	34.8
14	1902-13	63.5	31.0	
15	1914-23	102.9	44.6	
16	1924-33	77.8	41.0	47.3
17	1934-44	114.4	55.4	
18	1945-	152.0		

Γενικοὶ μέσοις ἐποχιοῖς αριθμοῖς (1756-1944) = 45,3

ΠΙΝΑΞ ΙΙ

Tιμαὶ τῶν σταθμῶν τῆς δρουσινῆς ἀνακόσμησις.

Περίοδοι	ΒΙΕΝΝΗ						ΚΟΠΕΓΧΑΓΗ							
	T_m	R_1	R_2	R_3	G_1	G_2	E_1	T_m	R_1	R_2	R_3	G_1	G_2	E_1
1776-84	289.24	21.45	0.55	0.46	270.4	315°.5	208°.1							
1785-98	283.44	21.12	0.39	0.41	270.2	5.7	78.5							
1799-1810	283.26	11.49	0.26	0.66	267.5	294.2	143.8	280.61	9.78	0.28	0.50	256°.9	82°.5	123°.2
1811-23	283.33	21.06	0.72	0.12	271.4	297.1	310.0	280.76	9.03	0.32	0.22	259.7	71.2	9.2
1824-33	282.82	11.16	0.50	0.68	270.1	266.2	198.4	280.91	9.56	0.59	0.22	261.3	145.0	92.6
1834-43	282.60	11.15	0.23	0.35	268.0	2.0	122.8	279.97	9.18	0.60	0.41	261.2	91.1	120.0
1844-56	282.24	10.91	0.25	0.39	269.1	309.1	29.6	280.12	9.38	0.57	0.32	259.4	114.4	95.9
1857-67	282.25	10.90	0.81	0.34	269.0	331.4	69.6	280.46	8.98	0.64	0.48	259.8	88.8	60.9
1868-78	282.32	10.72	0.59	0.13	269.2	341.6	190.4	280.52	8.95	0.90	0.16	262.8	76.5	82.7
1879-89	281.93	10.67	0.34	0.11	269.1	318.5	147.2	280.34	9.09	0.81	0.43	262.1	108.5	80.9
1890-1902	282.14	10.53	0.75	0.22	268.8	312.6	248.4	280.82	9.12	0.60	0.11	262.0	122.3	182.5
1902-13	282.20	9.65	0.31	0.16	269.9	24	257.5	280.86	8.45	0.75	0.24	262.8	109.4	318
1914-23	282.36	9.46	0.33	0.66	270.8	29.9	143.4	280.84	8.48	0.78	0.40	264.6	98.1	109.0
1924-33	282.28	10.37	0.27	0.08	266.8	288.0	164.6	281.16	8.59	0.74	0.26	259.3	108.0	136.7
1934-44	282.34	10.34	0.57	0.36	267.9	305.1	242.2	281.38	9.20	0.61	0.22	259.7	204.8	199.3

ΠΙΠΑΞ II (Συνέχεια)

Τηματών σταθερών της αρμονίκης δραχύσεως.

ΒΕΡΟΙΝΟΝ

Periodos	Τημ	ΠΑΡΑ			T _m	R ₁	R ₂	R ₃	g ₁	g ₂	g ₃
		R ₁	R ₂	R ₃							
1776-84	282.41	10.81	0.43	0.40	268.9	338.7	229.1	282.23	10.85	0.27	0.35
1785-98	283.17	10.58	0.24	0.44	269.0	30.2	68.0	282.15	10.44	0.46	0.56
1799-1806	282.81	21.17	0.21	0.69	266.1	305.1	131.6	281.23	10.71	0.32	0.71
1811-23	282.81	10.56	0.55	0.10	270.1	295.5	25.1	281.52	10.26	0.58	0.11
1824-33	282.76	10.98	0.50	0.64	267.7	245.8	194.3	281.88	10.41	0.57	0.32
1834-43	282.19	10.84	0.04	0.37	266.3	355.1	195.0	281.84	20.07	0.15	0.25
1844-56	281.75	10.53	0.07	0.34	267.7	310.7	41.6	281.57	10.12	0.13	0.29
1857-67	282.18	10.58	0.57	0.31	268.2	345.2	96.2	282.10	9.91	0.45	0.40
1868-78	282.32	10.74	0.60	0.17	268.6	235.3	135.7	282.52	9.73	0.63	0.09
1879-89	282.99	10.42	0.12	0.23	268.4	33.3	87.6	281.92	9.95	0.32	0.32
1890-1901	282.09	10.43	0.38	0.14	268.0	329.8	211.0	282.22	9.94	0.27	0.07
1902-13	282.31	9.69	0.37	0.12	270.5	54.0	341.1	282.42	9.21	0.37	0.28
1914-23	282.42	9.64	0.39	0.72	270.5	63.3	129.0	282.39	9.21	0.44	0.62
1924-33	282.37	10.30	0.05	0.18	266.6	171.1	112.0	282.27	9.67	0.15	0.20
1934-44	282.60	10.50	0.34	0.20	267.3	341.5	247.6				

ΤΙΜΑΞΙΙ
Τιμαλ τομή μηνον Λιτωνίας ανεργοκούσας εἰς ταχικόδασ τηρησιας των αποστολών

1776 και' επειδή περιόδου της μάκιανθη σφαρέων

Περιόδοι	Μήνα	L_1	L_2	L_3	L_4	L_5	L_6	L_7	L_8	L_9	L_{10}	L_{11}	L_{12}
1776-84	1777-80	295°25'	326°28'	355°47'	26°9'	55°42'	84°35'	214°0'	243°42'	273°25'	203°18'	233°52'	264°50'
1785-98	1789-92	298°37'	326°33'	356°23'	26°15'	55°48'	85°2'	114°5'	143°47'	173°21'	203°24'	233°58'	264°55'
1799-1810	1805-08	295°37'	325°40'	355°21'	25°23'	54°58'	84°11'	113°26'	142°57'	172°30'	202°38'	233°44'	264°51'
1811-23	1817-20	295°41'	325°45'	355°26'	25°29'	55°3'	84°16'	113°22'	143°21'	172°35'	202°37'	233°9'	264°6'
1824-33	1829-32	295°47'	325°50'	355°31'	25°35'	55°9'	84°22'	113°28'	143°8'	172°41'	202°43'	233°15'	264°11'
1834-43	1837-40	295°50'	325°53'	355°35'	25°39'	55°13'	84°26'	113°37'	143°12'	172°45'	202°47'	233°26'	264°26'
1844-56	1849-52	295°57'	326°0'	355°48'	25°46'	55°20'	84°34'	113°39'	143°57'	172°52'	202°54'	233°27'	264°23'
1857-67	1861-64	295°53'	326°6'	355°48'	25°52'	55°27'	84°40'	113°45'	143°26'	172°35'	202°37'	233°33'	264°28'
1868-78	1873-76	295°8°	326°21'	355°53'	25°57'	55°32'	84°45'	113°50'	143°31'	172°39'	203°0'	233°33'	264°31'
1879-89	1881-84	296°22'	326°45'	355°56'	26°2'	55°36'	84°49'	113°54'	143°35'	172°39'	203°5'	233°38'	264°33'
1890-1901	1893-96	296°47'	326°20'	356°2'	26°6'	55°42'	84°55'	114°0'	143°40'	172°50'	203°0'	233°42'	264°37'
1902-13	1905-08	295°21'	325°25'	355°8'	25°13'	54°49'	84°3'	113°8'	142°48'	172°20'	203°14'	233°46'	264°41'
1914-23	1917-20	295°27'	325°31'	355°23'	25°29'	54°55'	84°9'	113°34'	142°34'	172°26'	202°26'	232°51'	263°46'
1924-33	1929-32	295°32'	325°36'	355°29'	25°25'	53°1'	84°15'	113°26'	142°26'	172°26'	202°26'	232°57'	263°46'
1934-44	1937-40	295°36'	325°40'	355°23'	25°29'	55°5'	84°19'	113°24'	143°44'	172°35'	202°35'	233°6'	264°0'
Αιώνες		y_1	y_2	y_3	y_4	y_5	y_6	y_7	y_8	y_9	y_{10}	y_{11}	y_{12}
1809		0°	30°3'	59°42'	89°44'	119°27'	148°30'	177°35'	202°16'	236°50'	266°53'	297°27'	328°24'
1909		0°	30°3'	59°44'	89°48'	119°23'	148°36'	177°42'	202°22'	236°55'	266°56'	297°29'	328°25'
2009		0°	30°4'	59°47'	89°53'	119°29'	148°43'	177°48'	202°28'	236°59'	266°59'	297°30'	328°24'

ΠΙΝΑΞ ΙV

Τιμών των σταθερών του Σαρδηνίας.

Ηερόδοτος	ΒΙΕΝΝΗΣ						ΚΟΠΕΓΧΑΓΗ					
	A	C	V	P	e	w	A	C	V	P	e	w
2776-84	282.34	11.20	3°.9	1.00518	0.01353	7°.8						
1785-98	283.16	10.81	8.8	0.99753	2291	16.0						
1799-1810	282.75	11.02	6.2	1.00177	2182	10.1	280.96	8.68	13°.8	0.99904	0.03351	11°.4
1811-23	282.06	10.96	0.1	1.00065	1735	7.8	281.08	8.21	13.8	0.99787	2974	11.5
1824-33	282.24	10.86	5.7	1.00955	863	-11.3	281.86	8.92	19.9	0.99986	2730	4.2
1834-43	282.46	10.70	94	0.99915	2379	21.7	280.84	8.54	79.5	0.99908	2726	11.0
1844-56	281.82	10.56	72	0.99627	2562	10.9	281.07	8.68	20.4	0.99699	3226	10.6
2857-67	281.25	10.63	24	0.99611	2588	15.7	281.37	8.28	20.4	0.99477	3344	12.3
1868-78	281.70	10.39	5.5	1.00071	1965	18.1	281.61	8.49	22.2	0.99621	2879	29.4
1879-89	281.45	10.32	6.8	1.00160	1849	12.2	281.62	8.65	24.0	0.99670	2907	21.4
1890-1901	280.99	10.30	1.0	1.00264	1723	12.5	281.78	8.57	20.9	1.00044	2446	8.9
1902-13	281.98	9.35	8.0	1.00243	1455	11.2	282.06	8.07	23.4	0.99790	2516	10.7
1914-23	282.48	9.21	11.3	1.00122	1487	18.6	282.00	8.18	22.9	0.99551	2151	15.8
1924-33	281.84	9.90	6.3	0.99860	2450	12.6	282.27	7.96	22.7	0.99937	2706	15.1
1934-44	281.47	10.00	2.6	1.00356	1682	6.9	282.28	8.47	29.8	1.00220	2484	20.2

ΠΙΛΑΞ ΙΙΙ (Ευρώπεια)
Τημαι των σταθερών πολικών ανδρών

Περίοδος	ΠΡΩΤΑ						ΒΕΡΟΙΝΟΝ					
	A	C	V	P	e	w	A	C	V	P	e	w
1776-84	281.81	10.47	6.0	1.00562	0.01380	11°.3	282.08	10.47	9°.8	1.00457	0.01542	9°.1
1785-98	283.14	10.22	10.9	0.99735	2.367	23.3	282.24	10.08	12.0	0.99520	2617	17.7
1799-1810	282.40	10.62	6.9	1.00293	2.283	9.4	280.68	10.17	5.5	1.00340	2085	12.0
1811-23	281.89	10.34	2.5	1.00015	1873	7.0	280.53	10.03	1.6	1.00006	1913	7.6
1824-33	282.41	10.54	7.5	1.00906	1232	-10.9	281.46	10.05	6.8	1.00645	1333	-11.2
1834-43	282.19	10.37	10.5	0.99946	2499	8.4	281.93	9.59	11.4	1.00021	2185	9.2
1844-56	281.63	10.10	9.6	0.99635	2649	7.05	281.77	9.65	12.4	0.99676	2630	10.8
1854-67	281.62	10.20	5.9	0.99797	2391	15.2	282.19	9.46	10.8	0.99573	2680	13.8
1868-78	282.30	10.35	10.6	0.99942	2226	20.8	282.84	9.33	13.8	0.99828	2298	21.3
1879-89	282.00	10.03	10.9	0.99982	2110	11.4	282.41	9.43	15.5	0.99934	2243	9.9
1890-1901	281.65	10.03	7.1	1.00124	1972	11.1	281.99	9.55	8.8	1.00080	1924	13.0
1908-13	282.53	9.42	12.2	1.00007	1688	13.6	282.87	8.94	14.6	0.99770	2000	12.6
1914-23	282.88	9.40	14.4	1.00022	1674	7.9	282.73	8.97	23.5	1.00033	1558	20.5
1924-33	282.41	9.81	10.6	0.99824	2501	12.1	282.46	9.18	12.0	0.99950	2271	15.7
1934-44	282.19	10.06	6.8	1.00089	2113	11.0						

ПРИЛІГ

Параметрическій аналіз оцінок та вимірювань землетрусів.

Період	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	$\eta_{\text{віднос}}$
<i>B/ЕННН</i>													
1776-84	$T_{\text{наг}}$	270.57	273.48	278.62	283.42	289.23	292.26	294.07	294.03	289.31	282.73	277.73	273.48
v_1	-1.22	+0.11	+1.03	+0.09	+0.20	-0.93	-0.62	+0.92	+0.42	-0.43	+0.28	+0.19	± 0.45
v_2	-0.83	-0.04	+0.50	-0.30	+0.35	-0.40	-0.23	+0.77	-0.11	-0.82	+0.43	+0.72	± 0.36
v_3	-0.61	+0.37	+0.28	-0.71	+0.57	+0.01	-0.45	+0.36	+0.11	-0.41	+0.21	+0.31	± 0.28
v	-0.13	+0.07	+0.40	-0.58	+0.17	+0.06	-0.53	+0.81	+0.14	-0.69	+0.08	+0.20	± 0.28
1785-98	$T_{\text{наг}}$	272.41	274.96	277.14	283.66	289.23	292.58	294.27	293.53	289.42	283.49	277.24	273.35
v_1	+0.09	+1.13	-0.77	+0.18	+0.20	-0.51	-0.29	+0.48	+0.45	+0.09	-0.61	-0.44	± 0.35
v_2	+0.05	+0.78	-1.08	+0.22	+0.55	-0.20	-0.33	+0.13	+0.14	+0.13	-0.26	-0.13	± 0.30
v_3	-0.35	+0.70	-0.68	+0.30	+0.15	-0.28	+0.07	+0.21	-0.26	+0.05	+0.14	-0.05	± 0.23
v	-0.22	+0.80	-0.94	+0.18	+0.40	-0.22	-0.23	+0.24	+0.11	-0.01	-0.38	+0.26	± 0.28
1799-1810	$T_{\text{наг}}$	271.72	273.10	276.47	283.39	289.60	291.61	294.21	294.30	289.68	283.40	278.00	273.59
v_1	-0.06	+0.03	-0.62	+0.63	+1.03	-2.34	-0.53	+0.85	+0.25	-0.36	+0.05	+0.02	± 0.43
v_2	+0.18	+0.06	-0.83	+0.39	+1.00	-1.13	-0.29	+0.88	+0.04	-0.60	+0.08	+0.23	± 0.41
v_3	-0.21	+0.59	-0.44	-0.14	+0.61	-0.60	+0.10	+0.35	-0.35	-0.07	+0.41	-0.30	± 0.26
v	+0.41	-0.07	-0.96	+0.32	+1.08	-0.78	-0.46	+0.73	+0.02	-0.51	+0.02	+0.20	± 0.39

MINA V (Uruguay)

<i>Periodo</i>	<i>T₁</i>	<i>T₂</i>	<i>T₃</i>	<i>T₄</i>	<i>T₅</i>	<i>T₆</i>	<i>T₇</i>	<i>T₈</i>	<i>T₉</i>	<i>T₁₀</i>	<i>T₁₁</i>	<i>T₁₂</i>	<i>T₁₃</i>	<i>T₁₄</i>	<i>T₁₅</i>
1811 - 23	<i>T_{nop}</i> 27117	27435	27861	28392	28954	29220	29359	29318	28875	28392	27782	27290			
	<i>U₁</i>	- 1.10 + 0.47	+ 0.58	+ 0.32 + 0.45	- 0.84	- 0.80	+ 0.40	+ 0.12	+ 0.86	+ 0.25	- 0.72	+ 0.43			
	<i>U₂</i>	- 0.41 + 0.51	- 0.06	- 0.37 + 0.41	- 0.20	- 0.11	+ 0.44	- 0.52	+ 0.17	+ 0.21	- 0.08	+ 0.22			
	<i>U₃</i>	- 0.32 + 0.43	- 0.15	- 0.29 + 0.50	- 0.28	- 0.20	+ 0.52	- 0.43	+ 0.09	+ 0.12	0.00	+ 0.22			
	<i>U</i>	- 0.19 + 0.36	- 0.06	- 0.36 + 0.31	- 0.08	- 0.08	+ 0.32	- 0.50	+ 0.26	+ 0.07	- 0.09	+ 0.18			
1824 - 33	<i>T_{nop}</i> 27022	27262	27760	28397	28851	29156	29389	29261	28843	28302	27695	27447			
	<i>U₁</i>	- 1.44 - 0.54	+ 0.34	+ 1.13 + 0.09	- 0.94	- 0.09	+ 0.13	+ 0.05	+ 0.22	- 0.27	+ 1.33	+ 0.50			
	<i>U₂</i>	- 0.94 - 0.26	+ 0.12	+ 0.63 - 0.19	- 0.72	+ 0.41	+ 0.41	- 0.17	- 0.28	- 0.55	+ 2.55	+ 0.44			
	<i>U₃</i>	- 0.73 + 0.38	- 0.09	- 0.01 + 0.02	- 0.08	+ 0.20	- 0.23	+ 0.04	+ 0.36	- 0.76	+ 0.91	+ 0.30			
	<i>U</i>	+ 0.18 - 0.25	- 0.25 - 0.17	+ 0.40 - 0.10	- 0.06	- 0.26	+ 0.24	+ 0.16	+ 0.17	- 0.73	+ 0.43	+ 0.22			
1834 - 43	<i>T_{nop}</i> 27170	27261	27697	28197	28817	29165	29332	29293	28899	28237	27680	27327			
	<i>U₁</i>	+ 0.24 - 0.14	+ 0.28	- 0.24 + 0.34	- 0.40	- 0.42	+ 0.42	+ 0.48	+ 0.48	- 0.22	- 0.57	+ 0.12	+ 0.24		
	<i>U₂</i>	+ 0.23 - 0.34	+ 0.08	- 0.23 + 0.54	- 0.20	- 0.43	+ 0.28	+ 0.28	- 0.21	- 0.37	+ 0.32	+ 0.21			
	<i>U₃</i>	- 0.07 - 0.15	+ 0.38	- 0.42 + 0.24	- 0.01	- 0.13	+ 0.09	- 0.02	- 0.02	- 0.07	+ 0.13	+ 0.13			
	<i>U</i>	+ 0.18 - 0.30	+ 0.18	- 0.27 + 0.43	- 0.24	- 0.40	+ 0.39	+ 0.33	- 0.26	- 0.48	+ 0.40	+ 0.23			
1844 - 56	<i>T_{nop}</i> 27116	27367	27587	28249	28758	29158	29268	29200	28751	28352	27654	27224			
	<i>U₁</i>	- 0.17 + 0.97	- 0.76 + 0.42	+ 0.03	- 0.02	- 0.47	+ 0.22	- 0.34	+ 1.11	- 0.39	- 0.64	+ 0.38			
	<i>U₂</i>	+ 0.03 + 0.93	- 1.00	+ 0.22 + 0.07	+ 0.22	- 0.27	+ 0.18	- 0.58	+ 0.91	- 0.35	- 0.40	+ 0.36			
	<i>U₃</i>	- 0.16 + 0.59	- 0.81	+ 0.56 - 0.12	- 0.12	- 0.08	+ 0.52	- 0.57	+ 0.57	- 0.16	- 0.06	+ 0.32			
	<i>U</i>	- 0.27 + 0.80	- 0.88 + 0.34	+ 0.03	- 0.02	+ 0.05	+ 0.19 - 0.33	+ 0.82	- 0.34	+ 0.01	+ 0.01	+ 0.34			

$\pi/\gamma\pi \equiv V(\text{Experiments})$

Period or	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{12}	$\frac{\text{Nomeriv}}{\sigma_{\text{Geffektus}}}$	
1857 - 67	T_{gap}	271.50	272.95	277.22	282.57	287.07	291.11	292.49	291.95	288.94	283.21	275.91	272.05
v_1	+ 0.15	+ 0.23	+ 0.58	+ 0.50	- 0.47	- 0.49	- 0.66	+ 0.17	+ 1.08	+ 0.78	- 1.05	- 0.85	± 0.45
v_2	+ 0.54	- 0.19	- 0.22	+ 0.11	- 0.05	+ 0.31	- 0.27	- 0.25	+ 0.28	+ 0.39	- 0.63	- 0.05	± 0.22
v_3	+ 0.22	- 0.35	+ 0.10	+ 0.23	- 0.37	+ 0.29	+ 0.05	- 0.13	- 0.04	+ 0.27	- 0.31	+ 0.07	± 0.15
v	+ 0.08	- 0.21	+ 0.11	+ 0.22	- 0.32	+ 0.13	- 0.08	- 0.14	+ 0.34	+ 0.29	- 0.82	+ 0.43	± 0.22
1868 - 78	T_{gap}	271.52	273.35	277.00	282.98	286.85	290.77	293.08	292.10	288.22	282.16	276.65	272.55
v_1	- 0.08	+ 0.39	+ 0.17	+ 0.82	- 0.70	- 0.75	+ 0.04	+ 0.42	+ 0.41	+ 0.28	- 0.44	- 0.57	± 0.33
v_2	+ 0.11	0.00	- 0.40	+ 0.63	- 0.31	- 0.18	+ 0.23	+ 0.03	- 0.16	+ 0.09	- 0.05	0.00	± 0.18
v_3	+ 0.13	+ 0.23	- 0.48	+ 0.50	- 0.29	- 0.05	+ 0.21	- 0.10	- 0.14	+ 0.22	- 0.07	- 0.13	± 0.16
v	+ 0.02	+ 0.01	- 0.29	+ 0.56	- 0.43	+ 0.11	- 0.03	+ 0.06	- 0.01	+ 0.13	- 0.24	+ 0.11	± 0.16
1879 - 89	T_{gap}	270.89	272.91	276.45	282.20	287.13	290.40	292.60	291.21	287.95	282.19	276.55	272.65
v_1	- 0.38	+ 0.31	0.00	+ 0.45	+ 0.02	- 0.68	0.00	- 0.05	+ 0.54	+ 0.08	- 0.20	- 0.13	± 0.22
v_2	- 0.15	+ 0.20	- 0.33	+ 0.22	+ 0.13	- 0.35	+ 0.23	- 0.16	+ 0.21	- 0.15	- 0.09	+ 0.20	± 0.14
v_3	- 0.21	+ 0.29	- 0.27	+ 0.13	+ 0.07	- 0.26	+ 0.29	- 0.25	+ 0.35	- 0.06	- 0.03	+ 0.11	± 0.13
v	- 0.02	+ 0.16	- 0.33	+ 0.26	+ 0.10	- 0.10	+ 0.01	- 0.20	+ 0.29	- 0.04	- 0.20	+ 0.10	± 0.11
1890 - 1901	T_{gap}	270.65	272.17	277.53	282.47	287.00	290.23	292.33	291.69	288.08	282.91	277.02	272.63
v_1	- 0.96	+ 0.26	+ 0.85	+ 0.55	- 0.22	- 0.92	- 0.34	+ 0.32	+ 0.42	+ 0.55	- 0.04	- 0.50	± 0.38
v_2	- 0.41	+ 0.10	+ 0.13	0.00	- 0.06	- 0.20	+ 0.21	+ 0.16	- 0.30	0.00	+ 0.12	+ 0.22	± 0.13
v_3	- 0.21	+ 0.18	- 0.07	- 0.08	+ 0.14	- 0.12	+ 0.01	+ 0.08	- 0.10	+ 0.08	- 0.08	+ 0.14	± 0.08
v	- 0.10	+ 0.07	+ 0.14	- 0.11	- 0.18	+ 0.14	- 0.05	+ 0.09	- 0.13	+ 0.12	- 0.11	+ 0.04	± 0.07

$H\alpha \equiv V$ (Envíxela)

Nepisador	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	$\text{Referir}\text{ }\epsilon\text{gacalica}$
1902 - 13	T_{nep}	271.92	274.18	278.11	281.68	286.88	290.32	291.68	291.23	286.93	282.38	276.89	274.18
v_1	- 0.63	+ 0.35	+ 0.76	- 0.49	- 0.13	- 0.23	- 0.17	+ 0.66	- 0.12	+ 0.15	- 0.50	+ 0.33	± 0.29
v_2	- 0.64	+ 0.07	+ 0.50	- 0.48	+ 0.15	+ 0.03	- 0.18	+ 0.38	- 0.38	+ 0.16	- 0.22	+ 0.59	± 0.25
v_3	- 0.48	+ 0.11	+ 0.34	- 0.52	+ 0.31	+ 0.07	- 0.34	+ 0.34	- 0.22	+ 0.20	- 0.38	+ 0.55	± 0.24
v	- 0.31	+ 0.28	+ 0.51	- 0.71	- 0.04	+ 0.24	- 0.36	+ 0.55	- 0.20	+ 0.16	- 0.50	+ 0.31	± 0.26
1914 - 23	T_{nep}	273.87	273.18	278.39	282.27	287.58	289.69	291.90	291.10	287.48	281.96	276.29	274.63
v_1	+ 0.97	- 1.05	+ 0.65	- 0.22	+ 0.38	- 0.92	+ 0.08	+ 0.61	+ 0.50	- 0.27	- 1.23	+ 0.52	± 0.48
v_2	+ 0.81	- 1.37	+ 0.49	- 0.06	+ 0.70	- 0.76	- 0.08	+ 0.29	+ 0.34	- 0.11	- 0.91	+ 0.68	± 0.45
v_3	+ 0.42	- 0.84	+ 0.88	- 0.59	+ 0.31	- 0.23	+ 0.31	- 0.24	- 0.05	+ 0.42	- 0.52	+ 0.15	± 0.32
v	+ 0.73	- 1.30	+ 0.55	- 0.15	+ 0.65	- 0.52	- 0.65	+ 0.34	+ 0.48	- 0.06	- 1.00	+ 0.67	± 0.45
1924 - 33	T_{nep}	272.37	272.67	276.69	282.03	287.34	290.18	292.72	291.50	288.16	282.80	278.33	272.60
v_1	+ 0.64	- 0.35	+ 0.10	+ 0.34	+ 0.39	- 0.78	+ 0.09	- 0.04	+ 0.19	- 0.07	+ 0.72	- 1.00	± 0.32
v_2	+ 0.70	- 0.29	- 0.10	+ 0.08	+ 0.33	- 0.58	+ 0.35	+ 0.02	- 0.01	- 0.33	+ 0.66	- 0.80	± 0.30
v_3	+ 0.68	- 0.21	- 0.08	0.00	+ 0.31	- 0.50	+ 0.37	- 0.06	- 0.03	- 0.25	+ 0.68	- 0.88	± 0.30
v	+ 0.44	- 0.58	- 0.14	+ 0.20	+ 0.49	- 0.42	+ 0.27	- 0.22	- 0.17	- 0.26	+ 0.82	- 0.45	± 0.28
1934 - 44	T_{nep}	270.85	273.34	277.57	282.66	286.62	290.68	292.27	291.75	288.15	282.92	277.68	273.53
v_1	- 1.16	+ 0.13	+ 0.73	+ 0.71	- 0.54	- 0.41	- 0.40	+ 0.28	+ 0.31	+ 0.19	+ 0.16	- 0.06	± 0.35
v_2	- 0.69	+ 0.08	+ 0.20	+ 0.24	- 0.49	+ 0.12	+ 0.07	+ 0.23	- 0.22	- 0.28	+ 0.21	+ 0.47	± 0.22
v_3	- 0.37	+ 0.25	- 0.12	+ 0.07	- 0.17	+ 0.29	- 0.25	+ 0.06	+ 0.10	- 0.11	+ 0.30	+ 0.14	± 0.16
v	- 0.19	+ 0.12	+ 0.18	+ 0.11	- 0.63	+ 0.36	- 0.16	+ 0.21	0.00	- 0.12	- 0.02	+ 0.05	± 0.16

π^+/π^-	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_{10}	T_{11}	T_{12}	T_{13}	T_{14}
КОПЕГХА/Н													
1799-1810	T_{loop}	27263	27134	27322	27622	29397	28742	28230	29072	28733	28239	27721	27388
v_1	+ 0.54	+ 0.18	- 0.60	- 0.16	+ 0.53	- 0.33	- 0.23	+ 0.75	+ 0.03	- 0.45	- 0.57	+ 0.41	± 0.30
v_2	+ 0.26	- 0.05	- 0.49	+ 0.12	+ 0.70	- 0.44	- 0.51	+ 0.58	+ 0.14	- 0.17	- 0.40	+ 0.30	± 0.27
v_3	- 0.26	+ 0.22	- 0.07	- 0.15	+ 0.28	- 0.17	- 0.09	+ 0.31	- 0.28	+ 0.10	+ 0.02	+ 0.03	± 0.12
v	+ 0.18	0.00	- 0.48	+ 0.04	+ 0.66	- 0.45	- 0.51	+ 0.68	+ 0.10	- 0.10	- 0.26	- 0.43	± 0.39
1811-23	T_{loop}	27198	27292	27448	27855	28362	28804	28968	28952	28848	28220	27755	27378
v_1	+ 0.10	+ 0.66	- 0.14	- 0.59	- 0.18	+ 0.40	+ 0.04	+ 0.26	- 0.12	- 0.18	- 0.17	- 0.10	± 0.21
v_2	- 0.20	+ 0.42	- 0.08	- 0.29	+ 0.06	+ 0.34	- 0.26	+ 0.02	- 0.06	+ 0.12	+ 0.07	- 0.26	± 0.14
v_3	- 0.21	+ 0.20	- 0.07	- 0.04	+ 0.05	+ 0.12	- 0.25	+ 0.24	- 0.07	- 0.10	+ 0.08	+ 0.06	± 0.10
v	- 0.35	+ 0.55	+ 0.03	- 0.35	- 0.05	+ 0.19	- 0.11	+ 0.22	- 0.10	- 0.03	0.00	+ 0.03	± 0.16
18224-33	T_{loop}	27163	27136	27421	27925	28455	28923	29047	28941	28655	28239	27677	27478
v_1	+ 0.18	- 0.24	- 0.42	- 0.22	+ 0.16	+ 0.85	+ 0.10	- 0.41	- 0.34	+ 0.04	- 0.72	+ 1.24	± 0.39
v_2	- 0.16	+ 0.02	- 0.13	+ 0.12	- 0.09	+ 0.26	- 0.24	- 0.16	+ 0.25	+ 0.38	- 0.97	+ 0.75	± 0.27
v_3	- 0.38	+ 0.02	+ 0.09	+ 0.21	- 0.31	+ 0.27	- 0.02	- 0.17	+ 0.03	+ 0.39	- 0.75	+ 0.74	± 0.25
v	0.00	+ 0.07	- 0.18	+ 0.19	+ 0.01	- 0.03	- 0.09	- 0.07	+ 0.19	+ 0.43	- 0.88	+ 0.43	± 0.22
1834-43	T_{loop}	27150	27147	27187	27783	28140	28749	28895	28895	28920	28576	28064	27571
v_1	+ 0.60	+ 0.07	- 0.34	- 0.73	+ 0.11	+ 0.37	- 0.09	+ 0.66	+ 0.03	- 0.74	- 0.94	+ 0.98	± 0.39
v_2	0.00	- 0.22	- 0.03	- 0.13	+ 0.04	+ 0.06	- 0.69	+ 0.37	+ 0.34	- 0.14	- 0.65	+ 0.67	± 0.26
v_3	- 0.36	- 0.01	+ 0.33	- 0.34	+ 0.04	+ 0.27	- 0.33	+ 0.16	- 0.02	+ 0.07	- 0.29	+ 0.46	± 0.18
v	- 0.02	+ 0.05	+ 0.07	- 0.28	+ 0.26	- 0.10	- 0.63	+ 0.68	+ 0.38	- 0.29	- 0.78	+ 0.63	± 0.29

$\pi/\pi 0\delta\epsilon$	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_g	T_{10}	T_{12}	T_{22}	n_{distr} δn_{distr}		
1844-56	T_{trap}	271.86	271.30	273.05	278.19	283.28	287.77	289.44	289.31	285.65	281.72	276.40	273.49
v_1	+ 0.96	+ 0.02	- 0.97	- 0.20	+ 0.04	+ 0.53	+ 0.10	+ 0.35	- 0.57	- 0.13	- 0.60	+ 0.49	+ 0.35
v_2	+ 0.64	- 0.03	- 0.50	+ 0.38	+ 0.06	- 0.42	+ 0.30	- 0.10	+ 0.39	- 0.55	+ 0.02	+ 0.22	+ 0.22
v_3	+ 0.12	0.00	- 0.18	+ 0.29	- 0.23	+ 0.09	- 0.10	+ 0.27	- 0.42	+ 0.48	- 0.23	- 0.01	+ 0.16
v	+ 0.13	+ 0.01	- 0.44	+ 0.34	+ 0.15	- 0.20	- 0.24	+ 0.42	- 0.27	+ 0.28	- 0.43	+ 0.24	+ 0.20
1857-67	T_{trap}	272.49	272.69	273.76	278.32	283.14	288.26	289.22	289.11	286.30	281.82	276.41	273.95
v_1	+ 0.87	+ 0.68	- 0.90	- 0.54	- 0.36	+ 0.95	- 0.04	+ 0.20	+ 0.04	- 0.24	- 1.01	+ 0.34	+ 0.42
v_2	+ 0.23	+ 0.35	- 0.59	+ 0.10	- 0.03	+ 0.64	- 0.68	- 0.13	+ 0.35	+ 0.40	- 0.68	+ 0.03	+ 0.29
v_3	- 0.19	+ 0.12	- 0.17	+ 0.33	- 0.45	+ 0.41	- 0.26	+ 0.10	- 0.07	+ 0.17	- 0.26	+ 0.26	+ 0.18
v	- 0.26	+ 0.54	- 0.36	+ 0.09	- 0.20	+ 0.16	- 0.27	+ 0.21	+ 0.23	+ 0.10	- 0.34	+ 0.45	+ 0.24
1868-78	T_{trap}	273.25	272.60	274.55	278.93	283.17	288.03	290.15	289.46	285.53	281.06	276.32	273.18
v_1	+ 1.67	+ 0.33	- 0.56	- 0.47	- 0.82	+ 0.38	+ 0.75	+ 0.69	- 0.40	- 0.58	- 0.73	- 0.21	+ 0.49
v_2	+ 0.43	- 0.29	- 0.30	+ 0.41	- 0.20	+ 0.12	- 0.13	+ 0.07	- 0.14	+ 0.30	- 0.11	- 0.47	+ 0.22
v_3	+ 0.54	- 0.31	- 0.14	+ 0.43	- 0.36	+ 0.10	+ 0.03	+ 0.09	- 0.30	+ 0.28	+ 0.05	- 0.45	+ 0.21
v	+ 0.06	- 0.10	- 0.10	+ 0.33	- 0.29	+ 0.09	- 0.18	+ 0.35	- 0.18	+ 0.03	- 0.12	+ 0.09	+ 0.13
1879-89	T_{trap}	272.25	272.48	273.49	278.35	283.98	288.25	289.68	288.75	286.04	280.53	276.57	273.75
v_1	+ 0.92	+ 0.57	- 1.26	- 0.74	+ 0.23	+ 0.34	+ 0.33	- 0.02	+ 0.21	- 1.06	- 0.36	+ 0.58	+ 0.46
v_2	+ 0.15	+ 0.40	- 0.65	+ 0.03	+ 0.40	+ 0.13	- 0.44	- 0.19	+ 0.72	- 0.29	- 0.19	- 0.03	+ 0.25
v_3	- 0.27	+ 0.33	- 0.23	+ 0.10	- 0.02	+ 0.06	- 0.02	- 0.12	+ 0.30	- 0.36	+ 0.23	+ 0.04	+ 0.14
v	- 0.17	+ 0.56	- 0.57	- 0.01	+ 0.37	- 0.19	- 0.22	+ 0.05	+ 0.57	- 0.49	- 0.12	+ 0.20	+ 0.24

$\pi_{\text{HIA}} \equiv V(\text{Luyten} \times \text{LIC})$

π_{epic}	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	T_{13}	π_{epic}
1890-1901	T_{gap}	27214	27230	27447	27908	28429	28850	29029	29245	28590	28138	27746	27433	
	u_1	+0.38	-0.07	-0.05	-0.04	+0.49	+0.37	+0.37	+0.28	-0.53	-0.40	+0.07	+0.30	
	u_2	-0.23	+0.04	+0.03	+0.03	-0.04	-0.02	-0.02	-0.02	-0.05	-0.08	-0.06	-0.08	
	u_3	+0.32	-0.02	-0.01	-0.01	-0.04	-0.03	-0.03	-0.03	-0.05	-0.08	-0.06	-0.08	
	u_4	+1.33	+2.34	+2.74	+2.90	+2.84	+2.88	+2.91	+2.94	+2.97	+2.99	+2.97	+2.98	
1902-13	T_{gap}	27354	27339	27491	27944	28467	288467	29009	288477	28558	28191	27653	27454	
	u_1	+0.38	-0.07	-0.05	-0.04	+0.49	+0.37	+0.37	+0.28	-0.53	-0.40	+0.07	+0.30	
	u_2	-0.23	+0.04	+0.03	+0.03	-0.04	-0.02	-0.02	-0.02	-0.05	-0.08	-0.06	-0.08	
	u_3	+0.32	-0.02	-0.01	-0.01	-0.04	-0.03	-0.03	-0.03	-0.05	-0.08	-0.06	-0.08	
	u_4	+1.14	+2.14	+2.64	+2.90	+2.84	+2.88	+2.91	+2.94	+2.97	+2.99	+2.97	+2.98	
1914-23	T_{gap}	27405	27290	27498	278477	284420	28837	29009	288477	28558	28191	27653	27454	
	u_1	+0.38	-0.07	-0.05	-0.04	+0.49	+0.37	+0.37	+0.28	-0.53	-0.40	+0.07	+0.30	
	u_2	-0.23	+0.04	+0.03	+0.03	-0.04	-0.02	-0.02	-0.02	-0.05	-0.08	-0.06	-0.08	
	u_3	+0.32	-0.02	-0.01	-0.01	-0.04	-0.03	-0.03	-0.03	-0.05	-0.08	-0.06	-0.08	
	u_4	+0.81	+1.81	+2.33	+2.68	+2.83	+2.88	+2.91	+2.94	+2.97	+2.99	+2.97	+2.98	
1924-33	T_{gap}	27405	27290	27498	278477	284420	28837	29009	288477	28558	28191	27653	27454	
	u_1	+0.38	-0.07	-0.05	-0.04	+0.49	+0.37	+0.37	+0.28	-0.53	-0.40	+0.07	+0.30	
	u_2	-0.23	+0.04	+0.03	+0.03	-0.04	-0.02	-0.02	-0.02	-0.05	-0.08	-0.06	-0.08	
	u_3	+0.32	-0.02	-0.01	-0.01	-0.04	-0.03	-0.03	-0.03	-0.05	-0.08	-0.06	-0.08	
	u_4	+0.81	+1.81	+2.33	+2.68	+2.83	+2.88	+2.91	+2.94	+2.97	+2.99	+2.97	+2.98	

$\pi/\pi A$	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	$\frac{\pi/\pi A}{\pi/\pi A_{\text{MC}}}$
$1934 - 44$	$T_{\pi q q}$	27251	27495	27932	28427	28869	29092	29053	28685	28215	27820	27519	
	u_1	$+0.18$	-0.24	-0.44	-0.21	$+0.30$	$+0.49$	$+0.48$	-0.49	-0.88	-0.08	$+0.82$	± 0.32
	u_2	-0.41	$+0.08$	-0.05	$+0.18$	-0.05	-0.12	-0.10	$+0.32$	-0.07	-0.29	$+0.08$	$+0.40$
	u_3	-0.34	$+0.29$	-0.12	-0.03	$+0.02$	$+0.09$	-0.17	$+0.11$	0.00	-0.08	$+0.01$	$+0.19$
	v	-0.14	$+0.29$	-0.24	-0.06	-0.05	$+0.07$	-0.31	$+0.48$	-0.01	-0.33	$+0.02$	$+0.12$
													± 0.15

$\pi/\pi A \equiv V$ (E_{beam}/σ)													
PARA													
$1776 - 84$	$T_{\pi q q}$	27040	27351	27761	28201	28774	29081	29302	29266	28843	28190	27748	27338
	u_1	-2.20	$+0.56$	$+0.78$	-0.29	$+0.21$	-0.86	-0.20	$+0.79$	$+0.44$	-0.72	$+0.29$	$+0.23$
	u_2	-1.04	$+0.29$	$+0.35$	-0.38	-0.43	-0.04	$+0.52$	$+0.01$	-0.88	$+0.56$	$+0.66$	± 0.36
	u_3	-0.78	$+0.60$	$+0.09$	-0.66	$+0.64$	-0.12	-0.30	$+0.21$	$+0.21$	-0.57	$+0.30$	± 0.32
	v	-0.85	$+0.49$	$+0.25$	-0.69	$+0.29$	$+0.12$	-0.45	$+0.61$	$+0.29$	-0.79	$+0.21$	$+0.13$
$1785 - 98$	$T_{\pi q q}$	27255	27523	27659	28310	28853	29210	29347	29272	28894	28341	27751	27393
	u_1	-0.04	$+1.31$	-1.13	$+0.12$	$+0.23$	-0.14	-0.28	$+0.30$	$+0.32$	$+0.05$	-0.53	-0.17
	u_2	-0.16	$+1.07$	-1.25	$+0.24$	$+0.47$	-0.02	-0.40	$+0.06$	$+0.20$	$+0.17$	-0.29	-0.05
	u_3	-0.57	$+0.90$	-0.84	$+0.41$	$+0.06$	-0.19	$+0.01$	$+0.23$	-0.21	0.00	$+0.12$	± 0.29
	v	-0.37	$+1.12$	-1.13	$+0.21$	$+0.34$	-0.16	-0.20	$+0.18$	$+0.14$	$+0.01$	-0.38	$+0.25$
$1799 - 1810$	$T_{\pi q q}$	27142	27312	27590	28229	28903	29079	29337	29360	28955	28313	27766	27388
	u_1	-0.25	$+0.34$	-0.68	$+0.25$	$+1.31$	-1.29	-0.58	$+0.76$	$+0.51$	-0.45	-0.24	$+0.34$
	u_2	-0.08	$+0.32$	-0.86	$+0.08$	$+1.33$	-1.11	-0.41	$+0.74$	$+0.33$	-0.62	-0.22	$+0.52$
	u_3	-0.59	$+0.78$	-0.35	-0.38	$+0.82$	-0.65	$+0.10$	$+0.28$	-0.18	-0.16	$+0.29$	$+0.06$
	v	$+0.22$	$+0.26$	-0.97	-0.04	$+1.35$	-0.81	-0.55	$+0.68$	$+0.33$	-0.56	-0.31	$+0.41$
													± 0.43

$\pi \text{INA} \equiv V(\text{Luminosity})$

π_{episodic}	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	T_{13}	$\pi_{\text{dwarf}}/\pi_{\text{episodic}}$
1811-23	T_{trap}	271.32	274.22	277.82	282.95	288.54	291.41	292.65	292.15	288.37	283.30	277.60	273.23	
	v_1	-0.93	+0.55	+0.27	+0.11	+0.53	-0.56	-0.72	+0.20	+0.30	+0.52	+0.09	-0.37	± 0.33
	v_2	-0.64	+0.60	-0.18	-0.38	+0.48	-0.11	-0.23	+0.25	-0.15	+0.03	+0.04	+0.08	± 0.21
	v_3	-0.48	+0.51	-0.14	-0.29	+0.44	-0.20	-0.19	+0.34	-0.19	-0.06	+0.08	+0.17	± 0.20
	v	-0.23	+0.50	-0.18	-0.40	+0.39	-0.08	-0.09	+0.20	-0.15	+0.06	-0.08	+0.05	± 0.17
	T_{trap}	270.38	272.25	277.24	283.23	288.09	291.46	293.58	292.32	288.81	283.27	277.40	275.14	
1824-33	v_1	-1.40	-0.79	+0.36	+0.92	+0.23	-0.58	-0.16	-0.16	+0.17	+0.06	-0.26	+1.66	± 0.51
	v_2	-0.94	-0.38	+0.31	+0.46	-0.18	-0.53	+0.30	+0.25	+0.12	-0.40	-0.67	+1.71	± 0.45
	v_3	-0.78	+0.24	+0.15	-0.16	-0.02	+0.09	+0.14	-0.37	+0.28	+0.22	-0.83	+1.09	± 0.33
	v	+0.21	-0.35	0.00	+0.25	-0.07	-0.06	-0.24	+0.06	+0.41	+0.05	-0.82	+0.50	± 0.23
	T_{trap}	271.51	272.26	276.34	281.20	287.55	291.00	292.48	292.34	288.47	282.74	276.89	273.63	
	v_1	+0.14	-0.31	+0.17	-0.29	+0.56	-0.21	-0.53	+0.43	+0.26	-0.15	-0.50	+0.46	± 0.25
1834-43	v_2	+0.14	-0.34	+0.14	-0.29	+0.59	-0.18	-0.53	+0.40	+0.23	-0.15	-0.47	+0.49	± 0.24
	v_3	-0.16	-0.13	+0.44	-0.50	+0.29	+0.03	-0.23	+0.19	-0.04	+0.06	-0.17	+0.28	± 0.17
	v	+0.21	-0.32	+0.17	-0.32	+0.52	-0.28	-0.42	+0.47	+0.22	-0.18	-0.55	+0.43	± 0.24
	T_{trap}	271.29	273.22	275.22	281.65	286.75	290.74	291.90	291.32	286.95	282.98	276.50	272.43	
	v_1	+0.06	+0.79	-0.91	+0.38	+0.10	+0.09	-0.37	+0.25	-0.42	+0.81	-0.35	-0.42	± 0.33
	v_2	-0.12	+0.52	-0.75	+0.53	-0.12	-0.10	-0.09	+0.50	-0.72	+0.50	-0.11	-0.09	± 0.29
1844-56	v	-0.18	+0.66	-0.88	+0.37	+0.14	-0.11	-0.02	+0.25	-0.65	+0.66	-0.29	+0.03	± 0.30

$\pi/\pi \rightarrow V(\Sigma_{\text{unfixed}})$

Period	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	M_{hadron} $\pi^+\pi^- \mu^+\mu^-$
1857-67	T_{map}	27178	27305	27700	28206	28695	29072	29228	29195	28846	28295	27608	27291
	v_1	+ 0.18	+ 0.19	+ 0.39	+ 0.21	- 0.24	- 0.45	- 0.48	+ 0.45	+ 0.71	+ 0.44	- 1.09	- 0.27 ± 0.33
	v_2	+ 0.53	- 0.22	- 0.16	+ 0.06	+ 0.17	+ 0.09	- 0.33	+ 0.04	+ 0.16	+ 0.29	- 0.68	+ 0.28 ± 0.20
	v_3	+ 0.02	- 0.19	+ 0.15	+ 0.03	- 0.14	+ 0.12	- 0.02	+ 0.01	- 0.15	+ 0.32	- 0.37	+ 0.25 ± 0.13
	v	+ 0.07	- 0.15	+ 0.07	+ 0.05	- 0.08	+ 0.03	- 0.27	+ 0.19	+ 0.25	+ 0.21	- 0.90	+ 0.52 ± 0.22
	T_{map}	27215	27341	27661	28235	28673	29097	29342	29234	28835	28233	27648	27276
1868-78	v_1	+ 0.56	+ 0.32	- 0.12	+ 0.29	- 0.74	- 0.52	+ 0.35	+ 0.57	+ 0.42	- 0.27	- 0.71	- 0.41 ± 0.33
	v_2	+ 0.30	- 0.08	- 0.46	+ 0.55	- 0.14	- 0.18	+ 0.09	- 0.03	+ 0.08	- 0.01	- 0.11	- 0.07 ± 0.16
	v_3	+ 0.18	+ 0.04	- 0.34	+ 0.43	- 0.26	- 0.06	+ 0.21	- 0.15	- 0.04	+ 0.11	+ 0.01	- 0.19 ± 0.14
	v	+ 0.02	+ 0.06	- 0.28	+ 0.42	- 0.30	+ 0.07	- 0.18	+ 0.14	+ 0.19	- 0.10	- 0.29	+ 0.23 ± 0.15
	T_{map}	27143	27352	27593	28175	28717	29063	29242	29109	28800	28194	27685	27319
	v_1	- 0.14	+ 0.70	- 0.59	+ 0.06	+ 0.23	- 0.23	+ 0.01	- 0.07	+ 0.54	- 0.35	- 0.19	+ 0.07 ± 0.23
1879-89	v_2	- 0.21	+ 0.58	- 0.65	+ 0.13	+ 0.35	- 0.17	- 0.06	- 0.19	+ 0.48	- 0.28	- 0.07	+ 0.13 ± 0.22
	v_3	- 0.44	+ 0.57	- 0.42	+ 0.14	+ 0.12	- 0.18	+ 0.17	- 0.18	+ 0.25	- 0.29	+ 0.16	+ 0.14 ± 0.20
	v	- 0.18	+ 0.60	- 0.63	+ 0.04	+ 0.29	- 0.15	- 0.07	- 0.14	+ 0.48	- 0.31	- 0.14	+ 0.15 ± 0.22
	T_{map}	27121	27305	27703	28180	28691	29055	29218	29185	28774	28249	27708	27318
	v_1	- 0.45	+ 0.17	+ 0.46	+ 0.07	- 0.08	- 0.39	- 0.34	+ 0.53	+ 0.13	+ 0.04	- 0.11	- 0.06 ± 0.20
	v_2	- 0.29	+ 0.01	+ 0.14	- 0.09	+ 0.08	- 0.07	- 0.18	+ 0.37	- 0.19	- 0.12	+ 0.05	+ 0.26 ± 0.23
1890-1901	v_3	- 0.22	+ 0.13	+ 0.03	- 0.21	+ 0.15	+ 0.05	- 0.25	+ 0.25	- 0.12	0.00	- 0.02	+ 0.14 ± 0.12
	v	- 0.09	+ 0.06	+ 0.18	- 0.21	- 0.03	+ 0.08	- 0.27	+ 0.43	- 0.10	- 0.09	- 0.13	+ 0.14 ± 0.12

MINA Ξ V (Euvíxixia)

Periodos	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	n_{Mare} 64x140
1902-13	T_{map}	272.53	274.52	277.89	281.50	287.20	290.81	292.03	292.24	286.83	282.18	276.88	274.07
	v_1	-0.09	+0.56	+0.34	-0.90	-0.03	+0.07	+0.03	+0.58	-0.24	-0.04	-0.51	+0.19 ± 0.27
	v_2	-0.39	+0.22	+0.30	-0.60	+0.31	+0.11	-0.24	+0.24	-0.28	+0.26	-0.17	+0.23 ± 0.21
	v_3	-0.35	+0.10	+0.26	-0.48	+0.35	-0.01	-0.31	+0.36	-0.24	+0.14	-0.21	+0.35 ± 0.20
	v	-0.35	+0.42	+0.39	-0.78	+0.14	+0.16	-0.28	+0.48	-0.21	+0.14	-0.36	+0.23 ± 0.25
1914-23	T_{map}	274.00	273.27	277.93	281.92	288.06	289.97	292.24	291.26	287.66	281.90	276.18	274.69
	v_1	+1.22	-0.85	+0.25	-0.59	+0.74	-0.85	+0.18	+0.54	+0.50	-0.43	-1.34	+0.67 ± 0.51
	v_2	+0.87	-1.18	+0.28	-0.24	+1.07	-0.88	-0.17	+0.21	+0.53	-0.08	-1.01	+0.64 ± 0.48
	v_3	+0.31	-0.72	+0.84	-0.70	+0.51	-0.42	+0.39	-0.25	-0.03	+0.38	-0.45	+0.18 ± 0.33
	v	+0.68	-1.08	+0.35	-0.33	+1.06	-0.70	-0.47	+0.31	+0.59	-0.10	-1.07	+0.71 ± 0.47
1924-33	T_{map}	272.94	272.77	276.51	281.71	287.63	290.29	293.00	291.48	288.09	282.82	278.14	273.10
	v_1	+0.85	-0.39	-0.19	-0.05	+0.65	-0.67	+0.35	-0.10	+0.05	-0.16	+0.38	-0.68 ± 0.32
	v_2	+0.84	-0.35	-0.15	-0.04	+0.61	-0.71	+0.34	-0.06	+0.09	-0.15	+0.34	-0.72 ± 0.31
	v_3	+0.67	-0.28	+0.02	-0.11	+0.44	-0.64	+0.51	-0.13	-0.08	-0.08	+0.51	-0.79 ± 0.30
	v	+0.49	-0.61	-0.19	+0.06	+0.82	-0.60	+0.25	-0.26	-0.10	-0.13	+0.56	-0.33 ± 0.29
1934-44	T_{map}	271.62	273.59	277.40	282.27	286.92	291.31	292.81	292.43	288.47	282.91	277.89	273.56
	v_1	-0.49	+0.32	+0.46	+0.16	-0.50	-0.12	-0.28	+0.50	+0.21	-0.18	+0.11	-0.21 ± 0.22
	v_2	-0.38	+0.09	+0.13	+0.05	-0.27	+0.21	-0.17	+0.27	-0.12	-0.29	+0.34	+0.12 ± 0.16
	v_3	-0.20	+0.17	-0.05	-0.03	-0.09	+0.29	-0.35	+0.19	+0.06	-0.21	+0.16	+0.04 ± 0.12
	v	-0.20	+0.20	+0.21	-0.08	-0.44	+0.31	-0.23	+0.38	-0.03	-0.29	+0.13	+0.04 ± 0.17

$\Pi/\Pi\bar{A}\Xi$ $V(\Xi_{c\bar{c} \bar{c} \bar{c} \bar{c} \bar{c}})$

Период	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	$\Pi/\Theta_{\text{аналит}}$	
1776 - 84	$T_{\text{нап}}$	270.30	273.41	277.07	281.66	283.26	291.31	292.93	2924.9	2880.4	281.62	277.24	273.46	
	y_1	-1.08	+0.70	+0.47	-0.34	-0.20	-0.15	+0.34	+0.34	-0.84	+0.24	+0.51	± 0.38	
	y_2	-1.16	+0.44	+0.29	-0.26	+0.06	-0.02	-0.23	+0.48	0.00	-0.76	+0.50	± 0.35	
	y_3	-0.89	+0.65	+0.02	-0.47	+0.33	+0.19	-0.50	+0.27	+0.27	-0.55	+0.23	± 0.31	
	v	-0.50	+0.70	+0.21	-0.60	-0.14	+0.32	-0.49	+0.69	+0.24	-0.75	+0.14	± 0.32	
	$T_{\text{нап}}$	272.40	274.26	275.55	282.22	287.77	290.92	292.46	291.73	287.87	282.43	276.19	272.69	
1785 - 98	y_1	+0.69	+1.23	-1.24	+0.24	-0.12	-0.19	-0.13	+0.46	+0.36	+0.11	-0.94	-0.50	± 0.44
	y_2	+0.41	+0.77	-1.42	+0.52	+0.34	-0.01	-0.41	0.00	+0.18	+0.39	-0.48	-0.32	± 0.38
	y_3	-0.13	+0.61	-0.88	+0.68	-0.20	-0.17	+0.13	+0.16	-0.36	+0.23	+0.06	-0.16	± 0.27
	v	-0.28	+0.82	-1.19	+0.54	+0.21	-0.18	-0.20	+0.20	+0.10	+0.14	-0.55	+0.32	± 0.34
	$T_{\text{нап}}$	270.19	272.05	274.55	280.80	286.94	288.45	291.42	291.98	287.78	281.55	276.35	272.67	
	y_1	-0.36	+0.50	-0.60	+0.42	+1.11	-1.60	-0.49	+1.07	+0.47	-0.53	-0.28	+0.26	± 0.51
1799 - 1810	y_2	-0.20	+0.34	-0.92	+0.26	+1.27	-1.28	+0.33	+0.91	+0.15	-0.69	-0.12	+0.58	± 0.48
	y_3	-0.63	+0.92	-0.49	-0.31	+0.84	-0.71	+0.10	+0.34	-0.28	-0.12	+0.31	+0.01	± 0.34
	v	+0.19	+0.34	-1.05	+0.05	+1.24	-0.78	-0.65	+0.87	+0.25	-0.62	-0.24	+0.41	± 0.45
	$T_{\text{нап}}$	270.20	272.38	274.68	281.75	286.80	289.90	290.98	292.84	286.95	282.03	276.76	272.5	
	y_1	-1.06	+0.78	+0.16	+0.32	+0.22	-0.46	-0.80	+0.60	+0.23	+0.42	+0.30	-0.53	± 0.36
	y_2	-0.57	+0.77	-0.35	-0.17	+0.23	+0.05	-0.31	+0.39	-0.28	-0.07	+0.32	-0.02	± 0.24
1811 - 23	y_3	-0.52	+0.67	-0.60	-0.07	+0.28	-0.05	+0.36	+0.49	-0.23	-0.17	+0.26	+0.08	± 0.24
	v	-0.35	+0.71	-0.32	-0.22	+0.10	+0.07	-0.25	+0.37	-0.26	-0.06	+0.13	-0.04	± 0.20

NH₃A₂: V (Lurex et al.)

Periodos	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	$\frac{N_{\text{baro}}}{N_{\text{calculo}}}$
1824-33	T_{map}	269.94	272.50	276.36	282.61	287.08	290.58	292.93	290.60	287.37	282.62	276.62	274.35
U_1	- 2.53	- 0.24	- 0.10	+ 0.97	+ 0.20	- 0.20	- 0.36	- 0.42	+ 0.07	+ 0.50	- 0.26	+ 1.37	+ 0.47
U_2	- 1.09	+ 0.25	- 0.13	+ 0.46	- 0.29	- 0.17	+ 0.25	+ 0.07	+ 0.04	- 0.01	- 0.75	+ 2.40	+ 0.39
U_3	- 0.93	+ 0.56	- 0.22	+ 0.15	- 0.20	+ 0.14	+ 0.06	- 0.24	+ 0.13	+ 0.30	- 0.09	+ 1.09	+ 0.36
1834-43	T_{map}	271.64	273.07	276.31	280.98	286.55	290.24	291.63	291.00	287.84	282.19	276.65	274.00
U_1	- 0.15	+ 0.22	- 0.01	- 0.28	+ 0.19	- 0.01	- 0.26	+ 0.17	+ 0.48	- 0.23	- 0.67	+ 0.57	+ 0.22
U_2	- 0.25	+ 0.17	- 0.06	- 0.18	+ 0.34	+ 0.04	- 0.36	+ 0.02	+ 0.43	- 0.13	- 0.52	+ 0.62	+ 0.22
U_3	- 0.49	+ 0.15	+ 0.18	- 0.26	+ 0.10	+ 0.12	- 0.12	- 0.06	+ 0.19	- 0.05	- 0.28	+ 0.54	+ 0.18
1844-56	T_{map}	271.76	273.13	275.17	281.13	286.44	290.20	291.58	290.78	286.62	282.75	276.65	272.90
U_1	+ 0.29	+ 0.00	- 0.85	+ 0.13	+ 0.02	+ 0.25	- 0.09	+ 0.17	- 0.50	+ 0.61	- 0.37	- 0.21	+ 0.28
U_2	+ 0.17	+ 0.57	- 0.76	+ 0.25	+ 0.05	+ 0.16	- 0.21	+ 0.14	- 0.41	+ 0.33	- 0.34	- 0.30	+ 0.28
U_3	- 0.02	+ 0.34	- 0.57	+ 0.48	- 0.14	- 0.07	- 0.02	+ 0.37	- 0.60	+ 0.50	- 0.15	- 0.07	+ 0.24
1857-67	T_{map}	272.62	273.97	276.76	281.35	286.24	290.86	291.58	291.42	288.10	282.90	276.49	273.84
U_1	+ 0.33	+ 0.62	- 0.02	- 0.31	- 0.44	+ 0.37	- 0.49	+ 0.41	+ 0.52	+ 0.20	- 1.19	- 0.03	+ 0.34
U_2	- 0.23	- 0.02	+ 0.09	+ 0.08	- 0.35	+ 0.43	- 0.33	+ 0.15	- 0.04	+ 0.27	+ 0.40	- 0.74	+ 0.26
U_3	- 0.25	+ 0.36	+ 0.03	- 0.13	- 0.29	+ 0.24	- 0.37	+ 0.28	+ 0.28	+ 0.15	- 0.96	+ 0.58	+ 0.27

$$\pi_{\text{INA}} \equiv V(\text{2 vertices})$$

π_{period}	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	$\pi_{\text{INA}}^{\text{prior}}$ $\pi_{\text{INA}}^{\text{posterior}}$
1868 - 78	T_{map} 273.75	274.25	277.13	282.18	286.12	290.52	292.79	291.72	287.85	282.64	277.38	273.86	
	v_4 + 0.95	+ 0.37	- 0.16	+ 0.09	- 0.89	- 0.20	+ 0.55	+ 0.56	+ 0.10	- 0.31	- 0.65	- 0.46	+ 0.35
	v_2 + 0.51	- 0.23	- 0.32	+ 0.53	- 0.29	- 0.04	+ 0.11	- 0.04	- 0.06	+ 0.13	- 0.05	- 0.30	+ 0.19
	v_3 + 0.44	- 0.17	- 0.25	+ 0.47	- 0.36	+ 0.02	+ 0.18	- 0.10	- 0.13	+ 0.19	+ 0.02	- 0.16	+ 0.18
	v + 0.07	- 0.11	- 0.15	+ 0.44	- 0.40	+ 0.11	- 0.13	+ 0.16	0.00	- 0.03	- 0.16	+ 0.11	+ 0.13
	T_{map} 272.15	273.77	275.67	281.12	286.61	290.34	291.84	290.51	287.97	281.59	277.32	274.14	
1879 - 89	v_4 + 0.07	+ 0.65	- 0.85	- 0.24	+ 0.25	+ 0.18	+ 0.08	- 0.21	+ 0.65	- 0.89	- 0.16	+ 0.46	+ 0.32
	v_2 - 0.24	+ 0.55	- 0.63	+ 0.07	+ 0.35	- 0.04	- 0.23	- 0.31	+ 0.87	- 0.58	- 0.06	+ 0.24	+ 0.29
	v_3 + 0.56	- 0.31	+ 0.06	+ 0.03	- 0.03	+ 0.09	- 0.09	- 0.32	+ 0.55	- 0.57	+ 0.26	+ 0.23	+ 0.24
	v - 0.29	+ 0.66	- 0.61	- 0.02	+ 0.32	- 0.13	- 0.14	- 0.15	+ 0.83	- 0.65	- 0.11	+ 0.22	+ 0.29
	T_{map} 272.04	273.33	277.33	281.71	286.82	290.35	292.02	291.50	287.54	282.53	277.32	273.74	
	v_4 - 0.25	+ 0.28	+ 0.37	- 0.17	- 0.08	- 0.30	- 0.13	+ 0.51	+ 0.06	- 0.03	- 0.22	- 0.05	+ 0.17
1890 - 1901	v_2 - 0.25	+ 0.04	+ 0.13	- 0.17	+ 0.16	- 0.06	- 0.13	+ 0.27	- 0.18	- 0.03	+ 0.02	+ 0.19	+ 0.11
	v_3 - 0.20	+ 0.10	+ 0.08	- 0.23	+ 0.21	0.00	- 0.18	+ 0.81	- 0.13	+ 0.03	- 0.03	+ 0.13	+ 0.10
	v - 0.13	+ 0.13	+ 0.16	- 0.31	+ 0.03	+ 0.07	- 0.23	+ 0.36	- 0.09	- 0.06	- 0.16	+ 0.14	+ 0.12

$$\pi_{\text{INA}} \equiv V(\text{2 vertices})$$

$\Pi \cap A \equiv V$ (cyclic case)

	π_{episodic}	T_1	T_2	T_3	T_4	T_5	T_6	T_7	T_8	T_9	T_{10}	T_{11}	T_{12}	T_{13}	π_{episodic}
1902-13	T_{trap}	27358	27449	274783	28138	28709	29069	29134	29056	28695	28253	27724	27460		
	v_1	+0.37	+0.37	+0.06	-0.98	+0.12	+0.33	+0.11	+0.14	-0.12	+0.05	-0.63	+0.12	+0.26	
	v_2	+0.01	+0.13	+0.18	-0.68	+0.36	+0.21	-0.25	-0.10	0.00	+0.41	-0.39	0.00	+0.20	
	v_3	-0.13	-0.12	+0.32	-0.34	+0.22	-0.04	-0.11	+0.15	-0.14	+0.16	-0.25	+0.25	+0.14	
	v	-0.21	+0.26	+0.31	-0.66	+0.27	+0.04	-0.10	+0.10	-0.04	+0.26	-0.44	+0.29	+0.20	
1914-23	T_{trap}	274411	274435	274774	282210	287740	288955	29192	29040	28745	28189	27636	27482		
	v_1	+0.93	-0.14	-0.17	-0.43	+0.59	-0.88	+0.38	+0.41	+0.58	-0.36	-1.31	+0.47	+0.43	
	v_2	+0.57	-0.55	-0.22	-0.04	+1.00	-0.03	-0.04	0.00	+0.53	0.00	-0.90	+0.52	+0.38	
	v_3	+0.03	-0.24	+0.38	-0.38	+0.46	-0.52	+0.50	-0.31	-0.01	+0.31	-0.36	+0.21	+0.23	
	v	+0.38	-0.43	-0.15	-0.20	+0.94	-0.59	-0.34	+0.11	+0.60	-0.04	-0.99	+0.64	+0.36	
1924-33	T_{trap}	27357	27315	274571	281229	28724	28939	29246	29108	28758	28236	27808	27378		
	v_1	+0.94	-0.44	+0.04	-0.38	+0.73	-0.90	+0.57	+0.13	-0.09	-0.18	+0.05	-0.47	+0.34	
	v_2	+0.79	-0.54	+0.08	-0.23	+0.83	-0.94	+0.48	+0.03	-0.05	-0.03	+0.15	-0.51	+0.34	
	v_3	+0.64	-0.41	+0.23	-0.36	+0.68	-0.81	+0.57	-0.10	-0.20	+0.10	+0.30	-0.64	+0.32	
	v	+0.51	-0.69	+0.03	-0.22	+1.00	-0.67	+0.14	-0.13	-0.16	0.00	+0.32	-0.21	+0.30	

Τιμαὶ τῶν εποχιαρῶν θερμοκρασίῶν καὶ τοῦ εὐρους R_e

Periodos	ΒΙΕΝΗΗ				ΠΡΑΓΑ				ΒΕΡΟΙΩΝ			
	$T_h - T_c$	$T_{eq} - T_{eg}$	$T_h - T_c$	$T_{eq} - T_{eg}$	$T_h - T_c$	$T_{eq} - T_{eg}$	$T_h - T_c$	$T_{eq} - T_{eg}$	$T_h - T_c$	$T_{eq} - T_{eg}$	$T_h - T_c$	$T_{eq} - T_{eg}$
	π_{eq}	γ_n	$\Delta_{eqg}, \Delta_{eq}$	γ_n								
1776-84	18.58	18.59	-0.01	50.1	5.21	-0.20	17.37	17.45	+0.08	5.36	5.41	-0.05
1785-98	17.92	18.07	-0.16	60.6	5.67	+0.39	16.90	17.10	-0.20	6.33	5.85	+0.48
1799-1810	18.33	18.37	-0.04	6.62	6.60	+0.01	17.68	17.72	-0.04	7.25	6.93	+0.32
1811-23	18.07	18.01	+0.06	50.7	4.98	+0.09	17.11	17.21	0.00	5.45	5.23	+0.22
1824-33	18.08	18.09	-0.01	4.94	4.92	+0.02	17.57	17.60	-0.03	5.81	5.75	+0.06
1834-43	17.92	17.89	+0.03	6.41	6.40	+0.01	17.30	17.25	+0.05	6.84	6.82	+0.02
1844-56	17.56	17.63	-0.07	6.34	6.08	+0.26	16.82	16.89	-0.07	6.33	6.34	+0.19
1857-67	17.55	17.58	-0.03	6.18	6.07	+0.11	17.02	17.00	+0.08	6.18	6.06	+0.12
1868-78	17.28	17.30	-0.12	55.0	5.62	-0.12	17.17	17.32	-0.15	5.86	5.96	-0.10
1879-89	17.09	17.22	-0.13	5.75	5.58	+0.17	16.58	16.78	-0.20	6.13	5.82	+0.31
1890-1902	16.95	16.97	-0.02	54.7	5.51	-0.04	16.74	16.74	0.00	5.70	5.83	-0.13
1902-23	15.74	15.62	+0.12	4.76	4.72	+0.04	15.82	15.76	+0.06	4.81	4.71	+0.10
1914-23	15.58	15.41	+0.17	4.39	4.42	-0.03	15.85	15.70	+0.15	4.86	4.68	+0.18
1924-33	15.44	15.51	-0.04	6.12	6.43	-0.21	16.36	16.41	-0.05	6.35	6.49	-0.13
1934-44	15.48	16.55	-0.07	5.42	5.66	-0.24	16.70	16.78	-0.08	5.86	6.14	-0.28

РИАЭ VI (Горячая)

Номер года	БИЕРНН			ПРАГА			ВЕРОЛІТЛІ								
	Re	D	V-II°	Re	D	V-II°	Re	D	V-II°						
Нар.	Числ. Δнар.	Δнар.	Нар.	Числ. Δнар.	Δнар.	Нар.	Числ. Δнар.	Δнар.							
1776-84	2.65	2.73	-0.08	-1.85	-7.1	2.76	2.79	-0.03	-1.17	-5.0	3.08	3.12	-0.04	-0.20	-1.2
1785-98	4.74	4.62	+0.12	-0.55	-2.2	4.96	4.79	+0.17	+0.01	-0.1	5.35	5.24	+0.11	+0.20	+1.0
1799-1810	4.38	4.43	-0.05	-0.91	-4.8	4.73	4.63	+0.10	-0.71	-4.1	4.24	4.20	+0.07	-0.98	-5.5
1811-23	3.51	3.50	+0.01	-2.67	-10.9	3.85	3.77	+0.08	-1.89	-8.5	3.86	3.83	+0.03	-1.99	-9.4
1824-33	2.65	2.62	+0.03	-1.44	-5.3	2.37	2.31	+0.06	-2.00	-3.5	2.63	2.49	+0.14	-1.08	-4.2
1834-43	4.79	4.82	-0.03	-0.38	-2.6	5.04	5.06	-0.02	-0.07	-0.5	4.50	4.42	+0.08	+0.10	+0.4
1844-56	5.25	5.17	+0.08	-0.87	-3.8	5.38	5.35	+0.03	-0.22	-1.4	5.32	5.31	+0.01	+0.43	+1.4
1857-67	5.22	5.19	+0.03	-2.40	-8.6	4.83	4.81	+0.02	-1.39	-5.1	5.48	5.40	+0.08	-0.11	-0.2
1868-78	3.83	3.94	-0.11	-1.52	-5.5	4.33	4.44	-0.11	-0.17	-0.4	4.40	4.38	-0.18	+0.56	+2.8
1879-89	3.76	3.73	+0.03	-1.13	-4.2	4.36	4.26	+0.10	+0.03	-0.1	4.64	4.53	+0.11	+1.06	+4.5
1890-1901	3.43	3.47	-0.04	-2.55	-10.0	3.90	3.98	-0.08	-0.97	-3.9	3.83	3.89	-0.06	-0.48	-2.2
1902-13	2.95	2.94	+0.01	-0.50	-3.0	3.43	3.41	+0.02	+0.52	+1.2	4.10	4.04	+0.06	+0.96	+3.6
1914-23	2.91	2.97	-0.06	-0.01	+0.3	3.38	3.36	+0.02	+0.75	+3.4	3.21	3.10	+0.11	+0.61	+2.5
1924-33	4.74	4.95	-0.21	-0.91	-4.7	4.91	5.06	-0.15	+0.10	-0.4	4.46	4.58	-0.12	+0.38	+1.0
1934-44	3.29	3.39	-0.10	-1.99	-8.4	4.14	4.27	-0.13	-0.88	-4.2					

ΒΙΒΛΙΟΓΡΑΦΙΑ.

1. Aipiruntou, B. Αἱ μετεωρολογικαὶ περίοδοι, καὶ ἡ σταθερότης τοῦ ηλιαράτος τῆς Ελλάδος.
Ἐπιστημονικὸν ἔπειτον τοῦ Πανεπιστημίου Αθηνῶν τοῦ Σταύρου 1946-47, Αθῆναι 1947.
2. Baur F. Extended-range weather forecasting. Compendium of Meteorology, Boston Mass. 1951.
3. Brooks C. E. P. Climate through the ages.
2^d Edition, London 1949.
4. Brunt D. The combination of observations.
2^d Edition, Cambridge 1931.
5. Clayton H. World Weather Records.
Smithsonian Miscellaneous Collections Vol. 79
(First Reprint), 90 and 105, Washington.
6. " " The Sunspot period
Smithsonian Misc. Collections Vol. 98, N. 2, Washington 1939.
7. " " The 11-year and 27-day Solar periods in Meteorology (καὶ πολυάριθμα ὄλλα). Smithsonian Misc. Collections. Vol. 99, N. 5, Washington 1940.
8. Conrad V. Methods in Climatology, Cambridge Mass. 1946.
9. Δημαρά Π. Ἐπὶ τῆς ἐλείψεως τῶν μέσων μηνιαῖσιν θερμοκρασιῶν τοῦ ἀέρος εἰς τὰς εὐκράτους ζώνας.
Διαριβήν ἐπὶ διδαστορίᾳ, Θεσ/νικόν 1946.
10. Fritz S. Solar radiant energy and its modification by the Earth and its atmosphere.
Compendium of Meteorology, Boston Mass. 1951.
11. Gleeson T. A Theory of annual temperature variations.
Journal of Meteorology Vol. 7, N. 6, 1950.
12. Hann-Süring Lehrbuch der Meteorologie. Vierte Auflage, Leipzig 1926.

23. Hess S.-Frank R. A theory of the temporal and latitudinal distribution of temperature.
Journal of Meteorology Vol.10, N.2, 1953.
24. Hlaváč V. Die 165 Jährige Prager Temperaturreihe 1775 bis 1939. *Meteorologische Zeitschrift*, B.57, 1940.
25. Mc. Intosh D.H. Solar and terrestrial relationships.
Meteorological Magazine Vol.82, N.967, 1953.
26. Köppen W. Lufttemperaturen, Sonnenflecke und Vulkanausbrüche. *Meteorologische Zeitschrift*, B.31, 1914.
27. Kotsioun A. Θεωρία των σχαλμάτων και μέθοδος των έλασιστων τεργαπώνων. Αθήναι 1953.
28. Lysgaard L. On the present climatic variation.
Centenary Proceedings of the R.M.S., London 1950.
29. Mascart J. Notes sur la variabilité des climats. Première Partie. Lyon 1924.
30. Milankovitch M. Théorie mathématique des phénomènes thermiques produits par la radiation solaire, Paris 1920.
21. " " Mathematische Klimatelehre und Astronomische Theorie der Klimaschwankungen.
Handbuch der Klimatologie von Köppen und Geiger Band I, Teil A, Berlin 1930.
22. Mpriua M. Μαθηματικά Στατιστικά. Βερνίκιον 1953.
23. Nodon A. Essai d'Astrométéorologie et ses applications à la prévision du temps. Paris 1920.
24. Schindler G. Die Prager Temperaturreihe (Fortsetzung der Monatsmittel bis 1947). *Z. für Meteorologie*, B.2, 1948.
25. Show N. Manual of Meteorology II, Cambridge 1928.
26. Stetson H. Sunspots in action. New York 1947.
27. Voigts H. Gang der Jahresmitteltemperaturen und Sonnenfleckencyklus I. *Zeitschrift für Meteorologie*, B.1, 1948.

- rologie, B.5, 1951.
28. Voigts H. Gang der Jahresmitteltemperaturen und Sonnenfleckencyklus II. Zeitschrift für Meteorologie, B.6, 1952.
29. Voigts H. Gang der Jahresmitteltemperaturen im Sonnenfleckencyklus III. Zeitschrift für Meteorologie, B.7, 1953.
30. Xanthakis J. Sur une relation remarquable entre les températures moyennes mensuelles de l'air à Alexandrie, Athènes, Rome et Paris.
Prak. de l'Académie d'Athènes, t.13, 1938.
31. " " Sur les températures moyennes mensuelles de l'air. Τριαυτανεταιηπικ τοῦ Καθηναροῦ u. N. Κρητικοῦ. Ἀθῆναι 1943.
32. " " Relation between the mean monthly air temperatures in the temperate zones.
Thessaloniki University Press and Bulletin of the American Meteorological Soc. V.29, N.10, 1948.
33. " " Sur une relation entre les valeurs moyennes mensuelles de la radiation solaire observée en 12 stations de l'hémisphère Nord.
Prak. de l'Académie d'Athènes, t.26, 1951.
34. " " Justification théorique d'une relation empirique entre les valeurs moyennes mensuelles de la température de l'air et de la radiation solaire.
Prak. de l'Académie d'Athènes, t.27 1952.
35. " " A correlation between the coefficient of continentality and the eccentricity of the ellipse of the mean monthly air temperatures in the temperate zones.

36. Xanthakis J. *Prak. de l'Académie d'Athènes*, t.27, 1952.
New relations between the mean monthly air temperatures.
 Thessaloniki University Press, 1953.
37. Ξαροδούν Ι. *Ἐπὶ τῆς συμμετρικῆς οικανομῆς τῶν μέσων μηνιαίων θερμοκρασιῶν τοῦ ἀέρος.*
 Πρακ. Ακαδημίας Αθηνῶν, τόμ. 28, 1953.
38. " " *Λίγη ποχιαναι θερμοκρασίαι τοῦ ἀέρος οικανά τοις περιόδοις τῆς πλιανῆς δράσεως.*
 Πρακ. Ακαδημίας Αθηνῶν, τόμ. 28, 1953.
39. " " *Μαθηματικά λογισμοῦ Πιθανοτήτων καὶ θεωρίας τῶν σφαλμάτων.*
 Θεσ/νικον 1948.
40. " " *Ἀετρονομία III. Θεσ/νικον 1954 (ὑπό ζυδοσίν).*
41. Whittaker E.-
Robinson G. *Calculus of Observations. 2^d Edition London 1937.*
42. Willers Fr. *Methoden der Praktischen Analysis, Berlin 1928.*
43. Willett H.C. *Temperature trends of the past century.*
Centenary Proceedings of the R.M.S, London, 1950.
44. " " *Extrapolation of sunspot-climate relationships.*
Journal of Meteorology, V.8, N.1, 1951.
45. Willett H.C.-Craig A. *Solar energy variations as a possible cause of anomalous weather changes.*
Compendium of Meteorology, Boston Mass. 1951.
46. Mavridis L. *The mean monthly air temperatures in Prague and Berlin during the periods of solar activity.*
Prak. de l'Académie d'Athènes, t.29, 1954.

ΠΙΝΑΞ ΠΕΡΙΕΧΟΜΕΝΩΝ

ΕΙΣΑΓΩΓΗ

ΤΟ ΠΡΟΒΛΗΜΑ ΤΗΣ ΥΠΑΡΞΕΩΣ ΣΥΣΧΕΤΙΣΕΩΣ ΜΕΤΑΞΥ ΗΛΙΑΚΩΝ ΚΑΙ ΜΕΤΕΩΡΟΛΟΓΙΚΩΝ ΦΑΙΝΟ- ΜΕΝΩΝ

I. Δριεμός ουαί καραυτριετπιά της έποσιας πορείας	1
II. Παράγοντες διαμορφούντες την έποσιαν πορείαν	4
III. Λί ουαριναι' ουαί ολιματικαι' μεταβολαι' της συγχρόνου έποχης	6
IV. Λί μεταβολαι' της ήλιαυπης δράσεως	10
V. Η ήλιαυπη δράσεις ουαί ήθερμουρασία του άέρος	12

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ ΠΡΩΤΟΝ

ΜΑΘΗΜΑΤΙΚΗ ΕΚΦΡΑΣΙΣ ΤΗΣ ΕΤΗΣΙΑΣ ΠΟΡΕΙΑΣ

I. Κριτήρια διάτην έκλορην της ουαλυτέρας μαθηματικῆς έκ- φράσεως	19
II. Η μέθοδος της άρμονικῆς άναλύσεως	21
III. Η μέθοδος του Καθηρηγοῦ ο. Ξανθάνη	27
IV. Σύγυρισις τῶν υπό τῶν δύο μεθόδων παρεχομένων προσεγγίσεων	40

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ ΔΕΥΤΕΡΟΝ

ΜΕΤΑΒΟΛAI ΤΗΣ ΕΤΗΣΙΑΣ ΠΟΡΕΙΑΣ ΑΠΟ ΠΕΡΙΟΔΟΥ ΕΙΣ ΠΕΡΙΟΔΟΝ ΤΗΣ ΗΛΙΑΚΗΣ ΔΡΑΣΕΟΣ.

I. Ο γρόπος ζρεύντης τοῦ ο. Ξανθάνη	47
II. Μεταβολαι' της έποσιας πορείας εἰς την Κεντρικήν Εύρωπην	58

Πίνακες I-VII

Βιβλιογραφία

67

90