

## ΠΕΡΙΟΔΙΚΑ ΦΑΙΝΟΜΕΝΑ.

Περίοδος  $T$ : Ο χρόνος που απαιτείται για να ολοκληρωθεί ένα πλήρη επανάληψη του φαινομένου.

$$T = \frac{t}{N}, \text{ μονάδα στο S.I. } 1 \text{ s}$$

( $N$  = ο αριθμός των επαναληψών σε χρόνο  $t$ )

Συχνότητα  $f$ : Ο αριθμός των επαναληψών ανά μονάδα χρόνου

$$f = \frac{N}{t}, \text{ μονάδα στο S.I. } 1 \text{ Hz} = 1 \text{ s}^{-1}$$

Σχέση  $f$  και  $T$ : Είναι αντιστρόφα μερίδη:  $f \cdot T = 1$

$$f = \frac{1}{T}$$

Γωνιακή ή κυκλική συχνότητα  $\omega$ :  $\omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi f$

Μονάδα στο S.I.  $1 \frac{\text{rad}}{\text{s}} = 1 \text{ s}^{-1}$

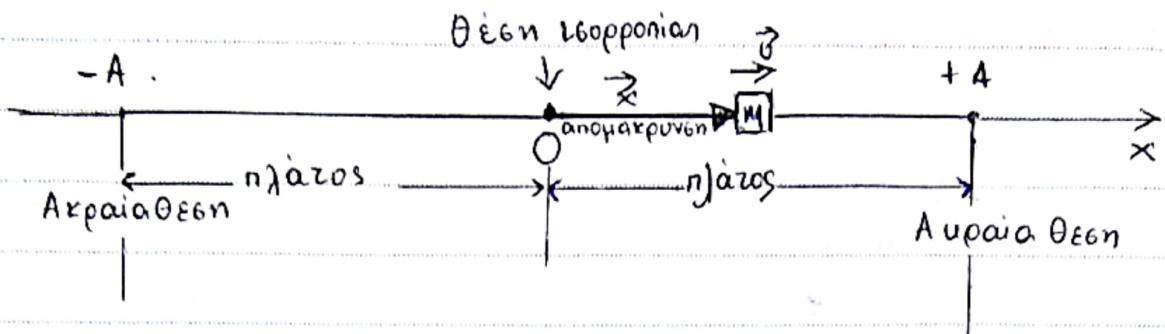
Γωνιακή ταχύτητα  $\vec{\omega}$ : Μέρος  $\omega = \frac{d\phi}{dt}$ . Στην οβάδη κυκλική κίνηση το μέρος της γωνιακής ταχύτητας ισούται με τη γωνιακή (κυκλική) συχνότητα που έχει ως περιοδική κίνηση.

ΤΑΙΛΑΝΤΟΣΗ: Περιοδική παλινδρομική κίνηση που πραγματοποιείται πάνω στην ίδια τροχιά και γύρω από την ίδια θέση Isoptronias.

Χαρακτηριστικές δέσεις της ταλάντωσης:

Θέση Isoptronias: Η θέση στην οποία η συνισταμένη δύναμη που ασκείται στο σώμα ισούται με ένδεινη

Αυταίριες θέσεις: Στις θέσεις αυτές υποβιβήθηκαν η ταχύτητα των ταχανούκεντων ουρανών, και αυξητρέφεται η φορά της κίνησης. Είναι συμμετρικές ως προς τη θέση Isoptronias. Η απόσταση των δέσεων αυτών από τη θέση Isoptronias ονομάζεται πλάτος της ταλάντωσης A.



### Η ΑΠΛΗ ΑΡΗΝΟΙΚΗ ΤΑΛΑΝΤΩΣΗ (Α.Α.Τ.)

Γραφική ταλάντωση: Η ταλάντωση που γίνεται σε ευθεία τροχιά.

Απλή αρηνοική ταλάντωση: Ειδική περίπτωση γραφικής ταλάντωσης κατά την οποία η απομάκρυνση του θώκαρος από τη Θ.Ι. είναι αρθρονική (ημιτονική ή συνυποτονική) συνάρτηση των χρόνων.

$$\text{Διλαδή} : x = A \cdot n \beta t (\omega t + \phi)$$

### Χρονικές εξισώσεις της Α.Α.Τ.

a) Στην περίπτωση που το ταλαντούμενο θώκαρο, στη χρονική συγκρίθηκε με τη θέση της θετική φορά ισχύουν οι σχέσεις:

$$\text{απομάκρυνση} : x = A \cdot n \beta \omega t \quad (\text{είναι γαπόσταση από τη Θ.Ι.})$$

$$(1) \quad \text{ταχύτητα} : v = v_{\max} \sin \omega t \quad , \quad v_{\max} = \omega A$$

$$\text{επιρράχυνση} : a = -a_{\max} \cdot n \beta \omega t \quad , \quad a_{\max} = \omega^2 A$$

b) Η ποσότητα  $\omega t$  έχει διαστάσεις ψηφιας και λέγεται φάση της ταλάντωσης. Μονάδα της στη S.I. είναι το rad. Στην περίπτωση I που περιγράφεται παραπάνω (a), η ταλάντωση δεν έχει αρχική φάση.

c) Στην περίπτωση που η χρονική συγκρίθηκε με τη θέση της θετική φορά, η ταλάντωση έχει αρχική φάση  $\phi_0$ , οπότε η φάση της ταλάντωσης υπολογίζεται από τη σχέση :

$$q = \omega t + \phi_0 \quad (2) \quad \text{όπου} \quad 0 \leq \phi_0 < 2\pi$$

Στην περιπτωση αυτή οι εξισώσεις (1), γράφονται:

|  |  |                |
|--|--|----------------|
| $x = A \cdot n \mu (\omega t + \phi_0)$<br>$v = v_{\max} \cdot n \mu (\omega t + \phi_0)$<br>$a = -a_{\max} \cdot n \mu (\omega t + \phi_0)$ | $, v_{\max} = \omega A$<br>$, a_{\max} = \omega^2 A$ | $(2)$<br>$(3)$ |
|--|--|----------------|

Υπολογισμός της αρχικής φάσης  $\phi_0$ :

Αν και  $t=0$ ,  $x=d$ :

$$x = A \cdot n \mu (\omega t + \phi_0)$$

$$d = A \cdot n \mu (\omega \cdot 0 + \phi_0)$$

$$d = A \cdot n \mu \phi_0$$

$$n \mu \phi_0 = d/A \quad (4)$$

Στη θ.Ι. :  $a=0$ ,  $x=0$  και  $v=\pm v_{\max}=\pm \omega A$

Τις ακραίες θέσεις:  $x=\pm A$ ,  $a=\mp a_{\max}=\mp \omega^2 A$ ,  $v=0$ .

Πότε το σώμα επιταχύνεται, Όταν τα  $v$  και  $a$  έχουν και  
ιδία κατεύθυνση και συνεπώς το ίδιο πρόσημο. Όταν το κινητό  
κινείται προς τη θ.Ι. επιταχύνεται, ενώ όταν αποβάρυνεται απ' αυτήν  
κινούμενο προς τις ακραίες θέσεις επιβραδύνεται.

### ΔΙΑΦΟΡΕΣ ΦΑΣΗΣ

Ταχύτητας  $v$  και αποβάρυνσης  $x$ :

$$v = v_{\max} n \mu (\omega t + \phi_0) = v_{\max} n \mu (\omega t + \phi_0 + \pi/2)$$

$$\text{ενώ } x = A \cdot n \mu (\omega t + \phi_0)$$

'Αρα με ταχύτητα έχει φάση δεξιάτερη κατά  $\pi/2$  από την αποβάρυνση  
(ταχύτητας και επιτάχυνσης) και (αποβάρυνσης και επιτάχυνσης):'

$$a = -a_{\max} n \mu (\omega t + \phi_0) = a_{\max} n \mu (\omega t + \phi_0 + \pi)$$

$$x = A \cdot n \mu (\omega t + \phi_0)$$

$$v = v_{\max} n \mu (\omega t + \phi_0 + \pi/2)$$

Άρα η φάση της επιτάχυνσης είναι:

a) Μεγαλύτερη από τη φάση της ταχύτητας κατά  $\frac{\pi}{2}$  rad

b) Μεγαλύτερη από τη φάση της απομάκρυνσης κατά  $\pi$  rad.

Σχέση που συνδέει την ταχύτητα  $v$  με την απομάκρυνση

$$v = \pm \omega \sqrt{A^2 - x^2} \quad (5)$$

Απόδειξη:  $x = A \cdot \cos \omega t \Leftrightarrow \cos \omega t = \frac{x}{A} \Leftrightarrow \cos^2 \omega t = \frac{x^2}{A^2} \quad (i)$

$$v = \omega A \cdot \sin \omega t \Leftrightarrow \sin \omega t = \frac{v}{\omega A} \Leftrightarrow \sin^2 \omega t = \frac{v^2}{\omega^2 A^2} \quad (ii)$$

Από (i) και (ii)  $\cos^2 \omega t + \sin^2 \omega t = \frac{x^2}{A^2} + \frac{v^2}{\omega^2 A^2}$

$$1 = \frac{x^2 \omega^2 + v^2}{\omega^2 A^2}$$

$$\omega^2 A^2 = x^2 \omega^2 + v^2$$

$$v = \pm \omega \sqrt{A^2 - x^2}$$

Η σχέση (5) χρησιμοποιείται ακρών πρώτα την αποδείξουσε.

Σχέση που συνδέει την επιτάχυνση  $a$  με την απομάκρυνση

$$a = -\omega^2 \cdot x \quad (6)$$

Απόδειξη:  $a = -\omega^2 \underbrace{A \cdot \cos \omega t}_{x = A \cos \omega t} \Leftrightarrow a = -\omega^2 \cdot x$

Από την (6) προκύπτει ότι την A.A.T η επιτάχυνση έχει πάντα το αντίθετο πρόσημο από την απομάκρυνση. Αυτό σημαίνει ότι το διάνυσμα της επιτάχυνσης  $\vec{a}$  έχει πάντα το αντίθετη φορά από το διάνυσμα της απομάκρυνσης  $\vec{x}$ . Επειδή το  $\vec{x}$  έχει πάντας φορά προς τις ακραίες θέσεις της ταχύτωνς η επιτάχυνση έχει πάντας φορά προς τη Θ.Ι.

Σχέση που συνδέει επιτάχυνση με ταχύτητα

$$a = \pm \omega \sqrt{v_{max}^2 - v^2}$$

Απόδειξη:  $v = v_{max} \sin(\omega t + \phi_0) \Rightarrow v^2 = v_{max}^2 \sin^2(\omega t + \phi_0) \Rightarrow \frac{v^2}{v_{max}^2} = \sin^2(\omega t + \phi_0)$  (1)

Η χρονική εξίσωση της επιτάχυνσης είναι:

$$a = -\omega v_{max} \cos(\omega t + \phi_0) \Rightarrow \omega^2 \cos^2(\omega t + \phi_0) = \frac{a^2}{v_{max}^2} \quad (2)$$

$$(1) \text{ ή } (2) \Rightarrow \frac{v^2}{\omega^2 A^2} + \frac{a^2}{(\omega^2 A)^2} = 1 \xrightarrow{*} a = \pm \omega \sqrt{v_{max}^2 - v^2}$$

$$\star \frac{v^2}{\omega^2 A^2} + \frac{a^2}{\omega^4 A^2} = 1 \Rightarrow v^2 \omega^2 + a^2 = \omega^4 A^2 \Rightarrow a^2 = \omega^4 A^2 - v^2 \omega^2 \Rightarrow a^2 = \omega^2 (\omega^2 A^2 - v^2) \Rightarrow a^2 = \omega^2 (v_{max}^2 - v^2)$$

Πραγτική αντίστοιχη αρμονικής κατάταξης με περιγρεφόμενο διάνυσμα

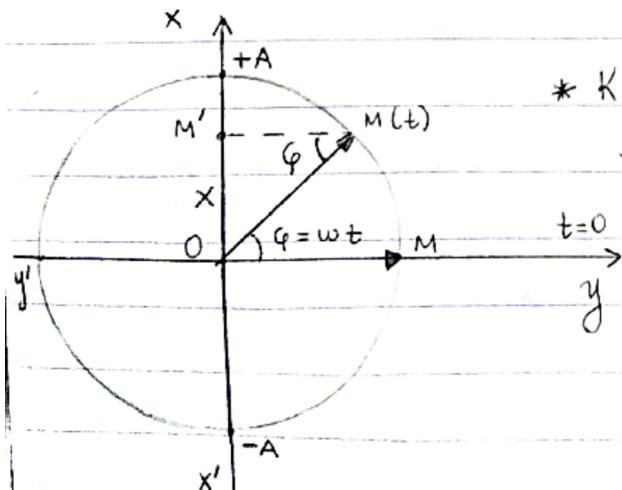
Κάθε αρμονικά κυριαρχούμενο μέρεδος μπορεί να παρασταθεί ως ένα περιγρεφόμενο διάνυσμα το οποίο έχει μέγεθος ως το πλάτος του μέρεδους και περιγρέφεται αριθμητικά με τους δείκτες του φορητού, με χωριακή ταχύτητα ίση με τη χωριακή συχνότητα του μέρεδους.

a. Αντίστοιχη αρμονικής κατάταξης χωρίς αρχική φάση.

Ας υποθέσουμε ότι έχει σύρα εκτελεί από την αρμονική κατάταξη, χωρίς αρχική φάση, με πλάτος  $A$  και χωριακή συχνότητα  $\omega$ .

Η απομάκρυνση του σύμβατου από τη θέση Leppomias του γεννήσην με το χρόνο δίνεται από την εξίσωση:

$$x = A \cdot \sin \omega t \quad (1)$$



\* Καρακεύσαμε ένα ορθογώνιο γεωμετρικό σχήμα στον άξονα  $x$  και θεωρούμε ένα διάνυσμα  $\vec{OM}$  με μέγεθος  $A$ , το οποίο περιγρέφεται αριθμητικά με χωριακή ταχύτητα  $\omega$ . Η συχνότητα  $\omega$  της κατάταξης του σύμβατου μετράεται με τη χωριακή συχνότητα  $\omega$  της κατάταξης του σύμβατου.

\* Εάν ότι υπό  $t=0$  συστάνεται  $\vec{O}\vec{M}$  βρίσκεται στον οριζόντιο αξονα  $yy'$ . Τότε : ως χρονική σύγκην  $t$  θα έχει διαγράψει γωνία  $\varphi = \omega t$  και η μόνη είναι  $180^\circ$  με τη φάση της ταλάντωσης του σώματος.

\* Από το  $O\vec{M}'$  :  $(\vec{OM}') = (\vec{OM}) \cdot n \perp q \Rightarrow (\vec{OM}') = A \cdot n \perp \omega t$   
και λόγω της (1) :  $x = A \cdot n \perp \omega t$

$$(\vec{OM}') = x$$

Δηλαδί : η αλγεβρική τιμή  $(\vec{OM}')$  της προβολής του διανύεματος  $\vec{OM}$  στον κατακόρυφο αξονα  $xx'$ , ισούται κάθε χρονική σύγκην  $t$ , όταν απομάκρυνεται  $x$  του ταλαντούμενου σώματος από τη δέση τσορπονιάς του.  $\Rightarrow$

Τελικά : Το άκρο  $M$  του περιστρεφόμενου διανύεματος  $\vec{OM}$  εκτελεί ομαλή κυκλική κίνηση, ενώ η προβολή  $M'$  του άκρου  $M$ , στον κατακόρυφο αξονα, εκτελεί απλή αφορική ταλάντωση.  $\Rightarrow$

#### b. ΑΠΛΗ ΑΡΜΟΔΙΚΗ ΤΑΛΑΝΤΩΣΗ ΜΕ ΑΡΧΙΚΗ ΦΑΣΗ

Η εξισωση που περιγράφει την απομάκρυνση  $x$ , από τη δέση τσορπονιάς σε ευάριστη γέμιση τόπο είναι τώρα :

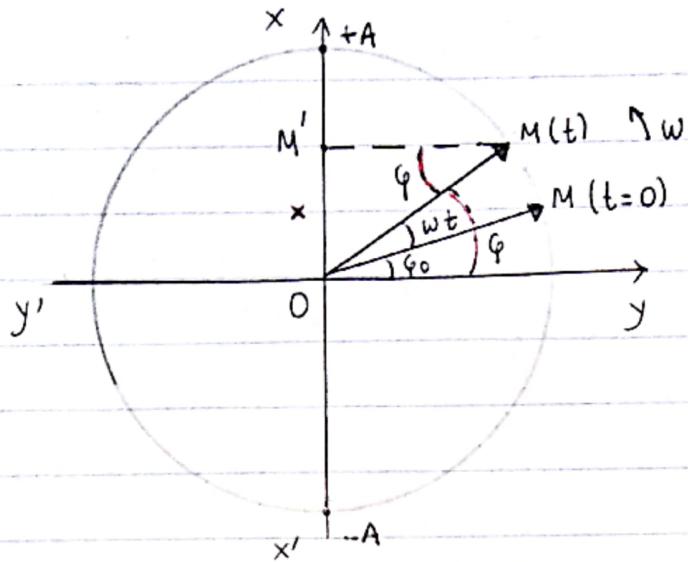
$$x = A \cdot n \perp (\omega t + \varphi_0) \quad (2)$$

\* Εάν ότι χρονική σύγκην  $t=0$ , το διανύεμα  $\vec{OM}$  συνημετίχει γωνία  $\varphi_0$  με τον οριζόντιο αξονα, ως χρονική σύγκην  $t$  θα συνημετίχει γωνία  $\varphi = \omega t + \varphi_0$ , ιστού με τη φάση της ταλάντωσης του σώματος.

\* Το πρίγμα  $(\vec{OM}')$  στο παρακάτω σχήμα λεχύνει :

$$(\vec{OM}') = (\vec{OM}) n \perp q = (\vec{OM}) n \perp (\omega t + \varphi_0) = A n \perp (\omega t + \varphi_0), \text{ δηλαδί } λόγω$$

της εξίσωσης (2) :  $\underline{(\vec{OM}') = x}$ . Δηλαδί τη χρονική σύγκην  $t$ , η αλγεβρική τιμή  $(\vec{OM}')$  της προβολής του διανύεματος  $\vec{OM}$  στον αξονα  $xx'$  ισούται με την απομάκρυνση  $x$  του ταλαντούμενου σώματος από τη δέση τσορπονιάς του.



### ΠΑΡΑΤΗΡΗΣΗ ΓΙΑ ΤΙΣ ΑΣΚΗΣΕΙΣ

Χρησιμοποιούμε την παραγενή μίας απλής αρμονικής ταλάντωσης με περιστρεφόμενο διάνυσμα, γιατρα υπολογίζουμε:

- ▷ Τα χρονικά διαστήματα μεταξύ δύο δέσμων της κροχιάς του ταλάντουβεν σώματος, όπως να επιλέγουμε ψρυχωμένης εξειδεις
- ▷ Την αρχική φάση της ταλάντωσης.

### Παράδειγμα :

Τώρα εκτελεί απλή αρμονική ταλάντωση διπλάρος  $A = 0,2\text{m}$  και γωνιακή συχνότητα  $\omega = 10\text{ rad/s}$ . Να υπολογίσετε το εθαύματο χρονικό διάστημα Δt που αντιτίθεται, προκειμένου το διόματα μεταβεί από τη δέσμη  $x_1 = 0,1\text{m}$  στη δέσμη  $x_2 = -0,1\sqrt{2}\text{m}$

$$[\text{Απ. } \Delta t = 1/24\text{ s}]$$

ΑΠΑΡΑΙΤΗΤΑ ΣΤΟΙΧΕΙΑ ΑΠΟ ΤΗΝ ΤΡΙΓΩΝΟΜΕΤΡΙΑ

- ✓ Όταν στη γωνία ενός τριγωνομετρικού αριθμού υπάρχει  $2\pi$ , με  $\kappa \in \mathbb{Z}$ , τότε παραλείπουμε το  $2\pi$  και γράφουμε την απλή γωνία, χωρίς να αλλάξουμε τον τριγωνομετρικό αριθμό. Στη συνέχεια ελέγχουμε το πρόσημο με βάση τον τριγωνομετρικό κύκλο
- ✓ Όταν στη γωνία ενός τριγωνομετρικού αριθμού υπάρχει  $\frac{\kappa\pi}{2}$  όπου  $\kappa$  περιττός αριθμός, τότε παραλείπουμε το  $\frac{\kappa\pi}{2}$  και γράφουμε την απλή γωνία, αλλάζοντας τον τριγωνομετρικό αριθμό. Στη συνέχεια ελέγχουμε το πρόσημο με βάση τον τριγωνομετρικό κύκλο

ΧΡΗΣΙΜΑ ΠΑΡΑΔΕΙΓΜΑΤΑ

|  |   |  |   |  |
|--|---|--|---|--|
| $\eta\mu\left(\frac{\pi}{2} - \chi\right) = \sigma v \chi$                   | $\eta\mu\left(\frac{\pi}{2} + \chi\right) = \sigma v \chi$                    | $\eta\mu(\pi + \chi) = -\eta\mu\chi$                         | $\eta\mu(\pi - \chi) = \eta\mu\chi$                           | $\eta\mu\left(\frac{3\pi}{2} + \chi\right) = -\sigma v \chi$                   |
| $\sigma v \nu\left(\frac{\pi}{2} - \chi\right) = \eta\mu\chi$                | $\sigma v \nu\left(\frac{\pi}{2} + \chi\right) = -\eta\mu\chi$                | $\sigma v \nu(\pi + \chi) = -\sigma v \chi$                  | $\sigma v \nu(\pi - \chi) = -\sigma v \chi$                   | $\sigma v \nu\left(\frac{3\pi}{2} + \chi\right) = \eta\mu\chi$                 |
| $\varepsilon \varphi\left(\frac{\pi}{2} - \chi\right) = \sigma \varphi \chi$ | $\varepsilon \varphi\left(\frac{\pi}{2} + \chi\right) = -\sigma \varphi \chi$ | $\varepsilon \varphi(\pi + \chi) = \varepsilon \varphi \chi$ | $\varepsilon \varphi(\pi - \chi) = -\varepsilon \varphi \chi$ | $\varepsilon \varphi\left(\frac{3\pi}{2} + \chi\right) = -\sigma \varphi \chi$ |
| $\sigma \varphi\left(\frac{\pi}{2} - \chi\right) = \varepsilon \varphi \chi$ | $\sigma \varphi\left(\frac{\pi}{2} + \chi\right) = -\varepsilon \varphi \chi$ | $\sigma \varphi(\pi + \chi) = \sigma \varphi \chi$           | $\sigma \varphi(\pi - \chi) = -\sigma \varphi \chi$           | $\sigma \varphi\left(\frac{3\pi}{2} + \chi\right) = -\varepsilon \varphi \chi$ |

*Αντιθετα τοξα*

$$\eta\mu(-\chi) = -\eta\mu\chi$$

$$\sigma v \nu(-\chi) = \sigma v \nu \chi$$

$$\varepsilon \varphi(-\chi) = -\varepsilon \varphi \chi$$

$$\sigma \varphi(-\chi) = -\sigma \varphi \chi$$

*Οι τριγωνομετρικοί αριθμοί της γωνίας  $2\alpha$*

$$\eta\mu 2\alpha = 2\eta\mu \sigma v \alpha$$

$$\sigma v \nu 2\alpha = \sigma v \nu^2 \alpha - \eta\mu^2 \alpha = 1 - 2\eta\mu^2 \alpha = 2\sigma v \nu \alpha - 1$$

$$\varepsilon \varphi 2\alpha = \frac{2\varepsilon \varphi \alpha}{1 - \varepsilon \varphi^2 \alpha}$$

*Τριγωνομετρικοί αριθμοί του αδροίσματος και της διαφοράς των γωνιών  $\alpha$  και  $\beta$*

$$\sigma v \nu(\alpha + \beta) = \sigma v \nu \alpha \cdot \sigma v \nu \beta - \eta\mu \alpha \cdot \eta\mu \beta$$

$$\sigma v \nu(\alpha - \beta) = \sigma v \nu \alpha \cdot \sigma v \nu \beta + \eta\mu \alpha \cdot \eta\mu \beta$$

$$\eta\mu(\alpha + \beta) = \eta\mu \alpha \cdot \sigma v \nu \beta + \eta\mu \beta \cdot \sigma v \nu \alpha$$

$$\eta\mu(\alpha - \beta) = \eta\mu \alpha \cdot \sigma v \nu \beta - \eta\mu \beta \cdot \sigma v \nu \alpha$$

*Μετασχηματισμός αδροίσματος σε γινόμενο*

$$\sigma v \nu \alpha + \sigma v \nu \beta = 2\sigma v \nu \frac{\alpha + \beta}{2} \cdot \sigma v \nu \frac{\alpha - \beta}{2}$$

$$\eta\mu \alpha + \eta\mu \beta = 2\eta\mu \frac{\alpha + \beta}{2} \cdot \sigma v \nu \frac{\alpha - \beta}{2}$$

$$\sigma v \nu \alpha - \sigma v \nu \beta = -2\eta\mu \frac{\alpha - \beta}{2} \cdot \eta\mu \frac{\alpha + \beta}{2}$$

$$\eta\mu \alpha - \eta\mu \beta = 2\eta\mu \frac{\alpha - \beta}{2} \cdot \sigma v \nu \frac{\alpha + \beta}{2}$$

*Τύποι αποτετραγωνισμού*

$$\eta\mu^2 \alpha = \frac{1 - \sigma v \nu^2 \alpha}{2}$$

$$\sigma v \nu^2 \alpha = \frac{1 + \sigma v \nu^2 \alpha}{2}$$

$$\varepsilon \varphi^2 \alpha = \frac{1 - \sigma v \nu^2 \alpha}{1 + \sigma v \nu^2 \alpha}$$

*Βασικές τριγωνομετρικές εξισώσεις*

$$\eta\mu \chi = \eta\mu \theta \Leftrightarrow \chi = 2\kappa\pi + \theta \quad \dot{\wedge}, \quad \chi = 2\kappa\pi + \pi - \theta, \kappa \in \mathbb{Z}$$

$$\sigma v \nu \chi = \sigma v \nu \theta \Leftrightarrow \chi = 2\kappa\pi \pm \theta, \kappa \in \mathbb{Z}$$

$$\varepsilon \varphi \chi = \varepsilon \varphi \theta \Leftrightarrow \chi = \kappa\pi + \theta, \kappa \in \mathbb{Z}$$