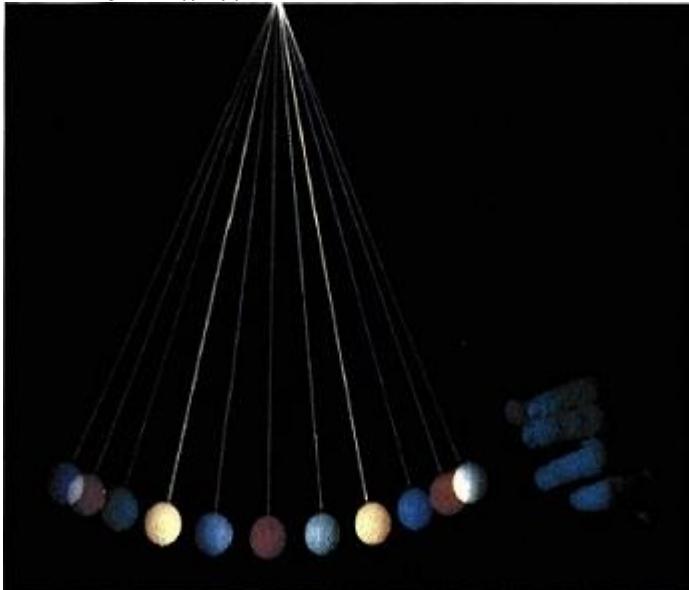


## 1-3 ΑΠΛΗ ΑΡΜΟΝΙΚΗ ΤΑΛΑΝΤΩΣΗ

### α) Κινηματική προσέγγιση

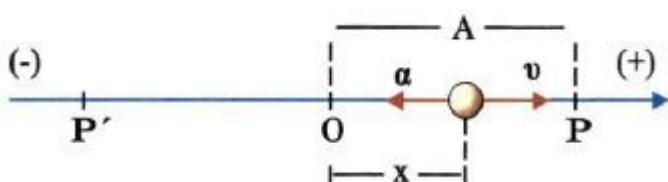
Μια περιοδική παλινδρομική κίνηση ονομάζεται **ταλάντωση**. Η ταλάντωση που γίνεται σε ευθεία τροχιά ονομάζεται **γραμμική ταλάντωση**.



Εικ. 1.1 Η κίνηση του εκκρεμούς είναι μια ταλάντωση. Στη φωτογραφία απεικονίζονται διαδοχικά στιγμιότυπα της κίνησης στη διάρκεια μισής περιόδου.

Η **απλή αρμονική ταλάντωση** είναι μια ειδική περίπτωση γραμμικής ταλάντωσης.

Έστω ένα σώμα που κινείται παλινδρομικά πάνω σε ένα άξονα γύρω από το σημείο  $O$ , που είναι το μέσο της τροχιάς του.



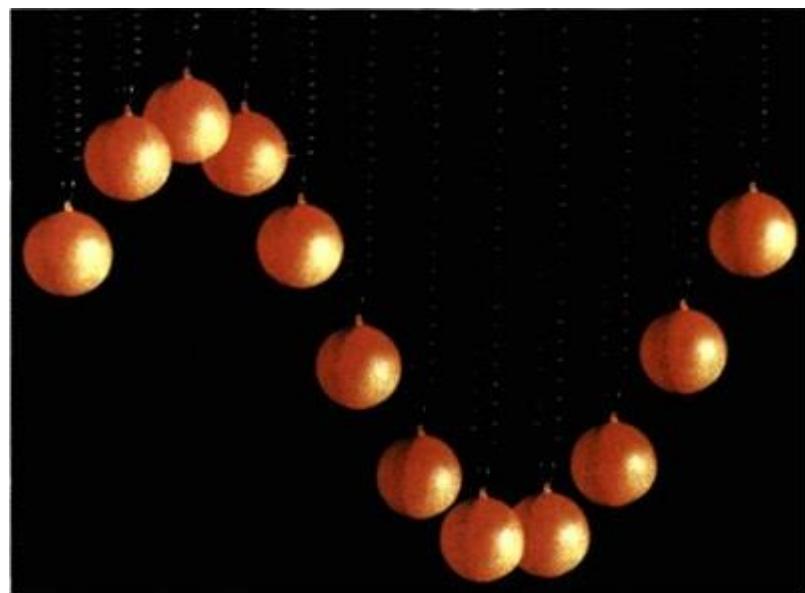
Αν η απομάκρυνση  $x$  του σώματος δίνεται από τη σχέση

$$x = A \sin \omega t$$

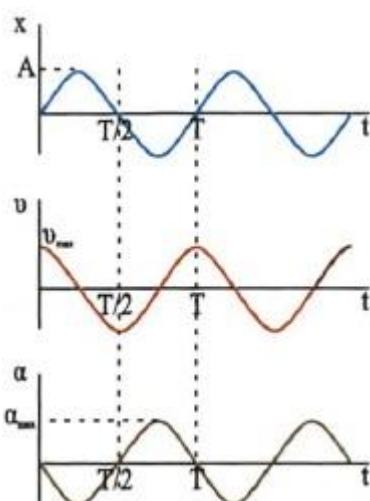
(1.1)

Σχ. 1.2 Το σώμα του σχήματος εκτελεί γραμμική ταλάντωση κινούμενο παλινδρομικά γύρω από το σημείο  $O$ , που είναι το μέσο της τροχιάς του.

η κίνηση του σώματος ονομάζεται **απλή αρμονική ταλάντωση**. Το  $A$  είναι η μέγιστη απομάκρυνση, δηλαδή η μέγιστη απόσταση από το σημείο  $O$  στην οποία φτάνει το κινητό, και ονομάζεται **πλάτος** της ταλάντωσης.



**Εικ. 1.2** Διαδοχικά στιγμιότυπα της ταλάντωσης σφαίρας εξαρτημένης από ελατήριο. Το χρονικό διάστημα ανάμεσα σε δύο διαδοχικά στιγμιότυπα είναι σταθερό. Στη διάρκεια της φωτογράφησης η φωτογραφική πλάκα μετατοπίζεται οριζόντια με σταθερή ταχύτητα. Έτσι η φωτογραφία δείχνει πως μεταβάλλεται η κατακόρυφη απομάκρυνση σε συνάρτηση με το χρόνο.



**Σχ. 1.3** Στα διαγράμματα φαίνεται πώς μεταβάλλεται με το χρόνο η απομάκρυνση, η ταχύτητα και η επιτάχυνση ενός σώματος που κάνει γραμμική αρμονική ταλάντωση.

Η ταχύτητα και η επιτάχυνση του σώματος κάθε στιγμή δίνονται από τις σχέσεις

$$u = u_{\max} \sin \omega t \quad (1.2)$$

$$a = -a_{\max} \sin \omega t \quad (1.3)$$

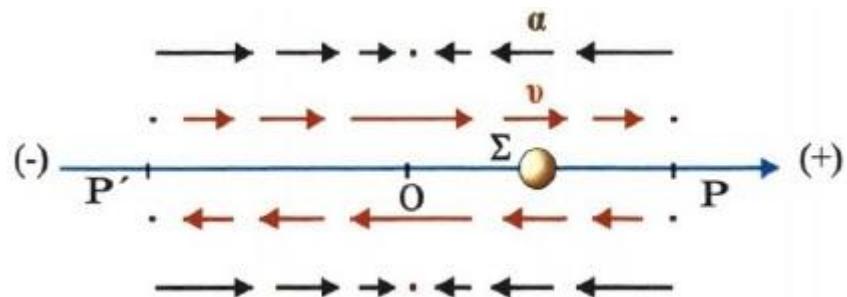
όπου  $u_{\max}$  και  $a_{\max}$ , αντίστοιχα η μέγιστη τιμή της ταχύτητας και της επιτάχυνσης του σώματος. Το σώμα έχει μέγιστη ταχύτητα όταν περνά από τη θέση  $O$  ( $x = 0$ ) και μέγιστη επιτάχυνση όταν περνάει από τα ακραία σημεία  $P$  και  $P'$  ( $x = A$  και  $x = -A$  αντίστοιχα).

Για τη μέγιστη ταχύτητα και τη μέγιστη επιτάχυνση ισχύει

$$u_{\max} = \omega A$$

και

$$a_{\max} = \omega^2 A$$



**Σχ. 1.4** Το σώμα  $\Sigma$  κάνει απλή αρμονική ταλάντωση. Δίνονται σχηματικά τα διανύσματα της ταχύτητας (κόκκινο χρώμα) και της επιτάχυνσης (καφέ χρώμα), στις διάφορες θέσεις, κατά την κίνηση του. Η ταχύτητα του σώματος είναι μέγιστη τη

στιγμή που το σώμα διέρχεται από το σημείο  $O$ , ενώ η επιτάχυνση είναι μέγιστη όταν το σώμα βρίσκεται στις ακραίες θέσεις  $P$  και  $P'$ .



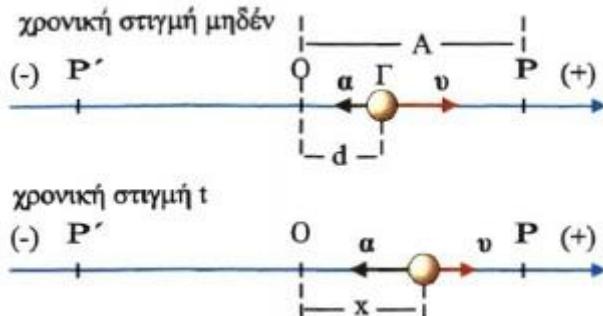
Οι σχέσεις (1.1), (1.2) και (1.3) ισχύουν σε κάθε απλή αρμονική ταλάντωση, με την προϋπόθεση ότι τη χρονική στιγμή μηδέν το κινητό βρίσκεται στο σημείο  $O$  και κινείται κατά τη θετική φορά.

Αν τη χρονική στιγμή μηδέν το κινητό περνά από κάποιο άλλο σημείο, έστω το  $\Gamma$  (σχ. 1.5), που βρίσκεται σε απόσταση  $d$  από το  $O$ .

Εικ. 1.3 Στη φωτογραφία

φαίνονται παιδιά να κάνουν κούνια.

Όταν η απομάκρυνση είναι μέγιστη,  
η ταχύτητα είναι μηδενική.



οι σχέσεις (1.1), (1.2) και (1.3) διαφοροποιούνται και γίνονται :

$$x = A \eta \mu(\omega t + \varphi) \quad (1.4)$$

$$v = U_{\max} \sin(\omega t + \varphi)$$

$$a = -a_{\max} \eta \mu(\omega t + \varphi)$$

Η γωνία  $\varphi$  βρίσκεται από την (1.4) αν λάβουμε υπόψη ότι τη χρονική στιγμή μηδέν το κινητό βρίσκεται στο  $\Gamma$ . Για  $t = 0$  είναι  $x = d$  και η σχέση

$$\frac{d}{A}$$

(1.4) γίνεται  $d = A \eta \mu$  επομένως  $\eta \mu =$

Η γωνία  $\varphi$  ονομάζεται **αρχική φάση**. Μια τέτοια ταλάντωση λέμε ότι έχει αρχική φάση.

Η γωνία  $(\omega t + \varphi)$  ονομάζεται **φάση της ταλάντωσης**,

### β) Δυναμική προσέγγιση

Αν ένα κινητό μάζας  $m$  εκτελεί απλή αρμονική ταλάντωση όπως αναφέραμε, σε μια τυχαία θέση έχει επιτάχυνση  $a$ , ανεξάρτητη από τη φορά της ταχύτητας. Η συνολική δύναμη που δέχεται το σώμα και είναι υπεύθυνη για την επιτάχυνσή του είναι

$$F = ma \quad (1.5)$$

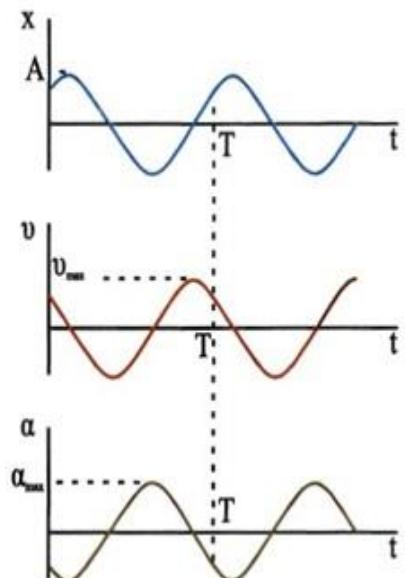
Η (1.5) γίνεται από την (1.3)

$$F = -m a_{\max} \eta \mu \omega t \quad \text{ή} \quad F = -m \omega^2 A \eta \mu \omega t \quad (1.6)$$

και επειδή  $x = A \eta \mu \omega t$  η (1.6) γίνεται

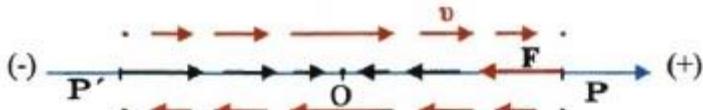
$$F = -m \omega^2 x \quad (1.7)$$

Σχ. 1.5 Το σώμα του σχήματος κάνει απλή αρμονική ταλάντωση με αρχική φάση. Τη στιγμή  $t=0$  βρίσκεται στη θέση  $\Gamma$ .



Σχ. 1.6 Τα διαγράμματα της απομάκρυνσης, της ταχύτητας και της επιτάχυνσης σε μια ταλάντωση με αρχική φάση.

Από τη σχέση αυτή φαίνεται ότι όταν ένα σώμα εκτελεί απλή αρμονική ταλάντωση η συνολική δύναμη που δέχεται είναι ανάλογη με την απομάκρυνση του σώματος από το μέσο Ο της τροχιάς του και έχει αντίθετη φορά από αυτήν. Όταν το σώμα περνά από το σημείο Ο η συνολική δύναμη που δέχεται ισούται με μηδέν. Για το λόγο αυτό, το σημείο Ο ονομάζεται **Θέση ισορροπίας** της ταλάντωσης.



Αν συμβολίσουμε με  $D$  το γινόμενο  $m\omega^2$  η (1.7) γράφεται

$$F = -Dx$$

**Σχ. 1.7** Στο σχήμα δίνονται σχηματικά τα διανύσματα της ταχύτητας (κόκκινο χρώμα) και της δύναμης (πράσινο χρώμα), στις διάφορες θέσεις, κατά την ταλάντωση ενός σώματος.

Η παραπάνω σχέση είναι γνωστή και σαν συνθήκη για την παραγωγή απλής αρμονικής ταλάντωσης. Η δύναμη  $F$  ονομάζεται **δύναμη επαναφοράς** (γιατί τείνει να επαναφέρει το σώμα στη θέση ισορροπίας) και η σταθερά αναλογίας  $D$  **σταθερά επαναφοράς**.

Αν σε κάποια ταλάντωση είναι γνωστή η σταθερά επαναφοράς, μπορούμε να υπολογίσουμε την περίοδο της.

Από τη σχέση  $D = m\omega^2 = m \left[ \frac{2\pi}{T} \right]^2$  προκύπτει

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{D}} \quad (1.8)$$

### ΠΑΡΑΔΕΙΓΜΑ 1-1

Σώμα μάζας  $m$  έχει προσδεθεί στο κάτω άκρο κατακόρυφου ιδανικού ελατηρίου το άλλο άκρο του οποίου είναι στερεωμένο σε ακλόνητο σημείο. Απομακρύνουμε το σώμα κατακόρυφα και το αφήνουμε ελεύθερο. Να υπολογιστεί η περίοδος της ταλάντωσης που θα εκτελέσει.

**Απάντηση :**

$$\sqrt{\frac{m}{D}}$$

Δεν είναι δυνατόν να εφαρμόσουμε τη σχέση  $T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{D}}$  (1.8), που ισχύει μόνο στις αρμονικές ταλαντώσεις, αν πρώτα δεν αποδείξουμε ότι η κίνηση του σώματος είναι απλή αρμονική ταλάντωση. Για να γίνει αυτό θα αποδείξουμε ότι η συνισταμένη δύναμη σε μια τυχαία θέση του σώματος είναι ανάλογη της απομάκρυνσής του από τη θέση ισορροπίας και αντίθετης φοράς.

Το σώμα αρχικά ισορροπεί έχοντας επιμηκύνει το ελατήριο κατά  $l$  (σχ. 1.8.β). Κατά την ισορροπία του σώματος ισχύει

$$F =$$

$$w \quad (1.9)$$

Έστω μια τυχαία θέση στην οποία θα βρεθεί το σώμα κάποια στιγμή κατά τη διάρκεια της ταλάντωσής του. Θεωρώντας θετική φορά τη φορά της απομάκρυνσης  $x$  από τη θέση ισορροπίας του θα ισχύει:

ή, λόγω της (1.9),

$$\begin{aligned} F_{\text{ολ}} &= w - F' \\ F_{\text{ολ}} &= F - \\ F' & \end{aligned} \quad (1.10)$$

Σύμφωνα με το νόμο του Hooke  $F = Kx$  και  $F' = K(l+x)$ , οπότε η (1.10) γίνεται

$$\begin{aligned} F_{\text{ολ}} &= - \\ Kx & \end{aligned} \quad (1.11)$$

Από την (1.11) παρατηρούμε ότι η συνισταμένη δύναμη είναι ανάλογη της απομάκρυνσης από τη θέση ισορροπίας και αντίθετης φοράς.

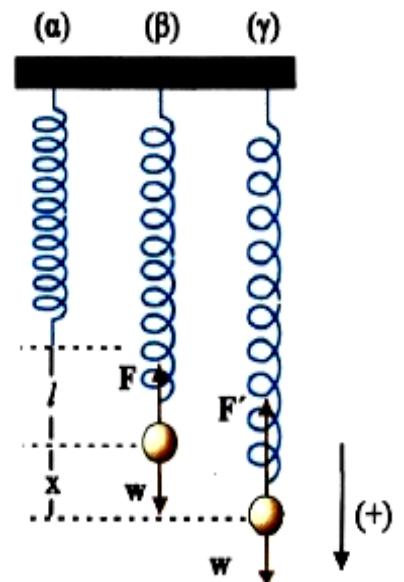
Επομένως η κίνηση είναι αρμονική ταλάντωση με σταθερά επαναφοράς τη σταθερά  $K$  του ελατηρίου. Η σχέση (1.8) ισχύει και γίνεται

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{K}}$$

### γ) Ενεργειακή προσέγγιση

Έστω και πάλι το σώμα που εκτελεί απλή αρμονική ταλάντωση. Το σώμα, σε μια τυχαία θέση, έχει κινητική ενέργεια

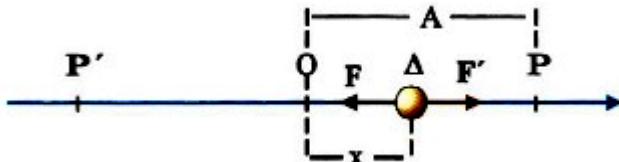
$$K = \frac{1}{2} m u^2 = \frac{1}{2} m u_{\max}^2 \sin^2 \omega t = \frac{1}{2} m \omega^2 A^2 \sin^2 \omega t \quad (1.12)$$



Σχ. 1.8

Αν δεχτούμε ότι στη θέση 0 το σώμα έχει δυναμική ενέργεια μηδέν, σε κάθε άλλη θέση θα έχει δυναμική ενέργεια που υπολογίζεται ως εξής :

Εάν το σώμα βρίσκεται στο σημείο 0 και είναι ακίνητο, για να μετακινηθεί στη θέση Δ, που απέχει απόσταση x από τη θέση ισορροπίας, πρέπει να του ασκηθεί δύναμη  $F'$  τέτοια ώστε να εξουδετερώνει τη δύναμη επαναφοράς  $F$ . Το μέτρο αυτής της δύναμης, σε κάθε θέση, θα είναι  $F' = Dx$

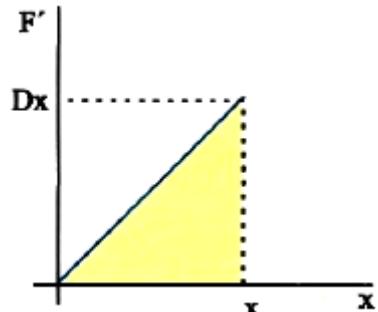


Το έργο της δύναμης  $F'$  υπολογίζεται από τη γραφική παράσταση  $F' = f(x)$ , (σχ. 1.10)

$$\frac{1}{2}$$

και είναι  $W = \frac{1}{2}Dx^2$ . Το έργο της δύναμης  $F'$  αποθηκεύεται ως δυναμική ενέργεια στο σύστημα, επομένως

$$U = \frac{1}{2}Dx^2 \quad (1.13)$$

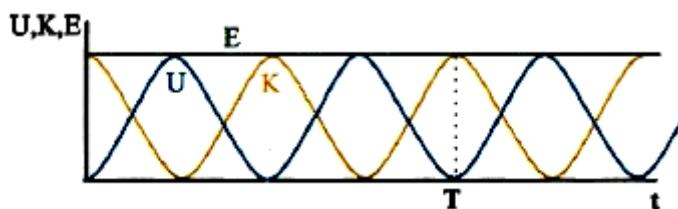


Όμως  $D = m\omega^2$  και  $x = A\eta\mu\omega t$

οπότε η (1.13) γίνεται

$$U = \frac{1}{2}m\omega^2A^2\eta\mu^2\omega^2t^2 \quad (1.14)$$

Από τις σχέσεις (1.12) και (1.14) προκύπτει ότι η κινητική και η δυναμική ενέργεια στην απλή αρμονική ταλάντωση μεταβάλλονται περιοδικά με το χρόνο (σχ. 1.11).



Η ενέργεια ταλάντωσης του συστήματος σε μια τυχαία θέση δίνεται από τη σχέση  $E = K + U$

η οποία από τις (1.12) και (1.14) γίνεται

$$E = \frac{1}{2}m\omega^2A^2(\sigma v^2\omega t + \eta\mu^2\omega^2t^2) = \frac{1}{2}m\omega^2A^2$$

$$E = \frac{1}{2}DA^2 \quad \text{ή}$$

$$E = \frac{1}{2}DA^2 = \frac{1}{2}m\omega^2A^2 = \frac{1}{2}mv_{\max}^2$$

**Σχ. 1.10** Για να μετατοπιστεί κατά x, στο σώμα ασκούμε δύναμη  $F' = Dx$ . Το εμβαδόν της επιφάνειας μεταξύ του διαγράμματος και του άξονα των x είναι αριθμητικά ίσο με το έργο που απαιτήθηκε για τη μετατόπιση.

**Σχ. 1.11** Στο διάγραμμα παριστάνονται η κινητική, η δυναμική και η συνολική ενέργεια της ταλάντωσης, σε συνάρτηση με το χρόνο.

1. Η ενέργεια στην απλή αρμονική ταλάντωση είναι σταθερή και ανάλογη με το τετράγωνο του πλάτους.