

## ΘΕΜΑ 1<sup>ο</sup> :

Α. Σε χώρο συμβολής δύο σύγχρονων πηγών  $\Pi_1, \Pi_2$  όπου  $\Pi_1\Pi_2=d$ , θεωρούμε σημείο  $\Sigma$  πάνω σε κροσσό ενίσχυσης. Φέρουμε την κάθετο  $\Sigma\Gamma$  στο ευθύγραμμο τμήμα που συνδέει τις πηγές.

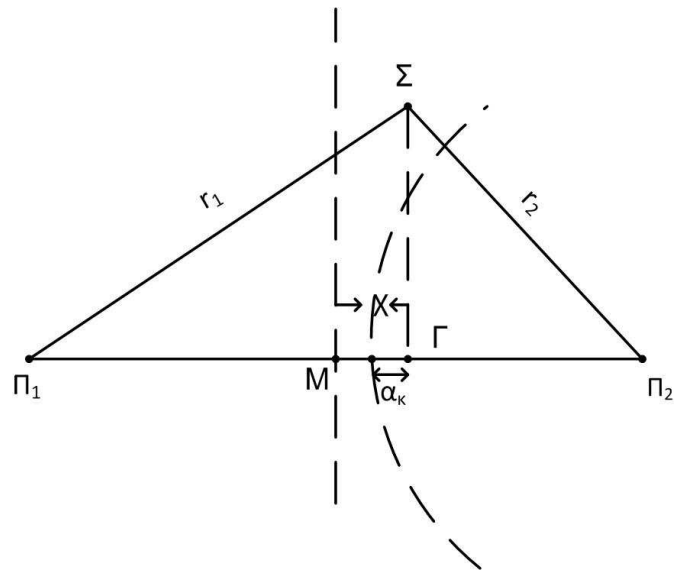
Να δείξετε ότι το ίχνος  $\Gamma$  της καθέτου απέχει από το σημείο τομής της υπερβολής με το τμήμα  $\Pi_1\Pi_2$  απόσταση

$$\alpha_{\kappa}: = \left[ \frac{r_1+r_2}{d} - 1 \right] \kappa \frac{\lambda}{2}$$

όπου και ο ακέραιος που χαρακτηρίζει τον κροσσό ενίσχυσης, στον οποίο ανήκει το  $\Sigma$ .

Β. Αν η απόσταση του  $\Gamma$  από το μέσο  $M$  του  $\Pi_1\Pi_2$  είναι  $\chi$ , τότε να δειχθεί ότι η εξίσωση κίνησης του σημείου  $\Sigma$  είναι :

$$y_{\Sigma} = 2A\eta\mu\left(\omega t - \frac{2dx}{\kappa\lambda^2}\pi\right)$$



## ΛΥΣΗ:

Ας θεωρήσουμε σημείο  $\Sigma$   
πάνω σε έναν Ενισχυτικό κροσσό.

Το σημείο αυτό απέχει  $r_1$   
από την πηγή  $\Pi_1$   
και  $r_2$  από την  
πηγή  $\Pi_2$  με  
 $r_1 > r_2$ .

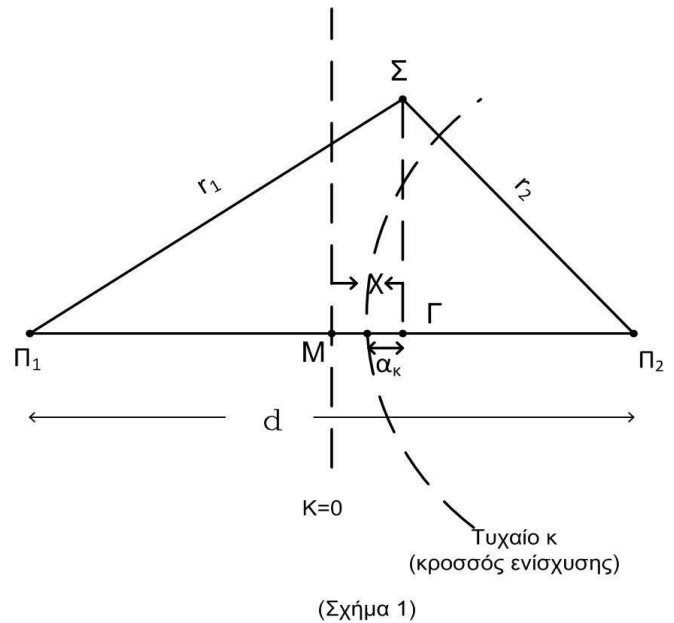
Φέρνουμε την προβολή  $\Gamma$   
του σημείου  $\Sigma$ , στο ευθύ-  
γραμμο τμήμα  $\Pi_1\Pi_2$  που συνδέει  
τις δύο πηγές. Ορίζουμε έτσι δύο αποστάσεις:

1. την  $M\Gamma = x$  από το μέσο  $M$  του  $\Pi_1\Pi_2$  και
2. την  $A\Gamma = \alpha_\kappa$  από το σημείο τομής  $A$  του κροσσού  
στον οποίο ανήκει το  $\Sigma$ , με την  $\Pi_1\Pi_2$ .

$$\text{Θα είναι : } r_1 - r_2 = \kappa\lambda \quad (1)$$

$$\text{και } \Pi_1 A - A\Pi_2 = \kappa\lambda \quad (2).$$

$$r_1^2 - (\Pi_1\Gamma)^2 = y^2$$



$$\left. \begin{aligned} \text{Από } \Pi_1\Sigma\Gamma : r_1^2 - (\Pi_1\Gamma)^2 = y^2 \\ \text{Από } \Pi_2\Sigma\Gamma : r_2^2 - (\Pi_2\Gamma)^2 = y^2 \end{aligned} \right\}$$

$$\text{Από } \Pi_2\Sigma\Gamma : r_2^2 - (\Pi_2\Gamma)^2 = y^2$$

$$r_1^2 - (\Pi_1\Gamma)^2 = r_2^2 - (\Gamma\Pi_2)^2 \Rightarrow$$

$$r_1^2 - r_2^2 = (\Pi_1\Gamma)^2 - (\Gamma\Pi_2)^2 \Rightarrow$$

$$r_1^2 - r_2^2 = \{\Pi_1A + \alpha_\kappa\}^2 - \{A\Pi_2 - \alpha_\kappa\}^2 \Rightarrow$$

$$(r_1 + r_2) \cdot (r_1 - r_2) = [\cancel{\Pi_1A} + \alpha_\kappa + \cancel{A\Pi_2} - \alpha_\kappa] \cdot [\Pi_1A + \alpha_\kappa - A\Pi_2 + \alpha_\kappa] \Rightarrow$$

$$(r_1 + r_2) \cdot (r_1 - r_2) = d[(\Pi_1A - A\Pi_2) + 2 \cdot \alpha_\kappa] \xrightarrow{(1),(2)}$$

$$(r_1 + r_2) \cdot \kappa \cdot \lambda = d \cdot (\kappa \cdot \lambda + 2 \cdot \alpha_\kappa) \quad (3)$$

$$\text{Άρα : } \frac{(r_1+r_2)}{d} \cdot \kappa \cdot \lambda = 2\alpha_\kappa + \kappa\lambda \Rightarrow$$

$$\alpha_\kappa = \left[ \frac{r_1 + r_2}{d} - 1 \right] \cdot \kappa\lambda$$

Η παραπάνω απόσταση από το σημείο τομής Α του κροσσού ενίσχυσης με τιμή κ μέχρι το ίχνος της καθέτου Γ εξαρτάται προφανώς από την θέση του σημείου Σ.

Διαιρώντας την (3) :  $2\lambda^2$  θα έχουμε:

$$\frac{(r_1 + r_2)\kappa}{2\lambda} = \frac{d(\kappa \cdot \lambda + 2\alpha_\kappa)}{2\lambda^2} \Rightarrow$$

$$\frac{r_1 + r_2}{2\lambda} = \frac{d}{\kappa \cdot \lambda^2} \cdot (\alpha_\kappa + \kappa \cdot \lambda^2) \quad (5)$$

Τα σημεία τομής των υπερβολών ενίσχυσης με το ευθύγραμμο τμήμα  $\Pi_1\Pi_2$ , απέχουν από το μέσο  $M$  απόσταση:  $MA = \kappa \frac{\lambda}{2}$  (όπου  $\kappa$  ο κροσσός στον οποίο ανήκει το  $A$ ).

$$\text{Άρα } \alpha_\kappa + \kappa \frac{\lambda}{2} = MA + A\Gamma = M\Gamma \Rightarrow \alpha_\kappa + \kappa \frac{\lambda}{2} = x$$

$$\text{Η (5) δίνει: } \frac{(r_1+r_2)}{2\lambda} = \frac{d \cdot x}{\kappa \lambda^2} \quad (6)$$

Η εξίσωση συμβολής για το  $\Sigma$ :

$$y_\Sigma = 2A\eta\mu 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{r_1+r_2}{2\lambda} \right) \stackrel{(6)}{\Rightarrow}$$

$$y_\Sigma = 2A\eta\mu \left( \omega t - \frac{2d \cdot x}{\kappa \lambda^2} \pi \right) \quad (7)$$

## ΘΕΜΑ 2<sup>ο</sup>:

Σε σώμα μάζας  $m$  συμβάλλουν ταυτόχρονα δύο

διαταραχές  $y_1 = A_1 \eta \mu \omega t$

$$y_2 = A_2 \eta \mu \omega t$$

Γνωρίζω ότι  $D = m\omega^2$  και άρα η ενέργεια για την διαταραχή (1) είναι

$$E_1 = \frac{1}{2} D A_1^2$$

για την διαταραχή (2)  $E_2 = \frac{1}{2} D A_2^2$

Το άθροισμα των ενεργειών δίνει:

$$E_{1,2} = \frac{1}{2} D (A_1^2 + A_2^2) \quad (1).$$

Γνωρίζουμε ότι η σύνθεση θα δώσει

$$y_{ox} = A_{o\lambda.} \cdot \eta \mu \omega t \text{ με } A_{o\lambda.} = A_1 + A_2$$

Συνεπώς η ενέργεια ταλάντωσης θα είναι:

$$E_{o\lambda.} = \frac{1}{2} D A_{o\lambda.}^2 = \frac{1}{2} (A_1 + A_2)^2 \Rightarrow$$

$$E_{o\lambda.} = \frac{1}{2} D (A_1^2 + 2A_1A_2 + A_2^2) \Rightarrow$$

$$E_{o\lambda.} = \frac{1}{2} D (A_1^2 + A_2^2) + D A_1 A_2 \stackrel{(1)}{\Rightarrow}$$

$$E_{o\lambda.} = E_{1+2} + D A_1 A_2 \quad \mathbf{!!!}$$

Άρα το άθροισμα των ενεργειών των Α.Α.Τ. που οδήγησαν στην σύνθεση, **ΔΕΝ** ισούται με την ολική Ενέργεια Α.Α.Τ μετά το φαινόμενο.

**ΔΕΝ** ισχύει η διατήρηση της ενέργειας;

## Λύση

Θεωρούμε  $t = 0$  την στιγμή που συμβάλλουν οι δύο Α.Α.Τ.

Αφού  $\varphi_0 = 0$ , εκείνη την χρονική στιγμή το σώμα

βρίσκεται στη θέση  $x = 0$  και δέχεται:

(i) ώθηση λόγω της πρώτης διαταραχής, που του "δίνει"  $\vec{u}_{01}$

(ii) ώθηση λόγω της δεύτερης διαταραχής, που του "δίνει"  $\vec{u}_{02}$

Τεχνικά το σώμα για  $t = 0$  βρίσκεται στην θέση  $x = 0$ ,

με ταχύτητα που προκύπτει το μέτρο της από την σύνθεση  $\vec{u}_{ολ.} = \vec{u}_{01} + \vec{u}_{02}$ .

Δηλαδή  $u_{ολ.} = u_1 + u_2 = \omega A_1 + \omega A_2 = \omega(A_1 + A_2)$ , αφού τα διανύσματα είναι ομόρροπα!

Άρα η ενέργεια που του αποδίδεται μέσω της ώθησης των δύο δυνάμεων  $\{F_1 = -Dx_1 \text{ και } F_2 = -Dx_2\}$

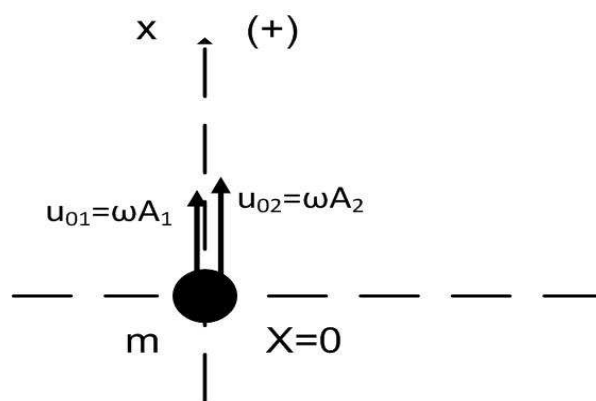
$$\text{Είναι : } E_{ολ.} = \frac{1}{2} m u_{ολ.}^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 (A_1 + A_2)^2 \Rightarrow$$

$$E_{ολ.} = \frac{1}{2} D (A_1 + A_2)^2 .$$

Πρέπει να κατανοήσουμε ότι κατά την σύνθεση των δύο

Α.Α.Τ, **ΔΕΝ** δίνουμε στο σύστημα το άθροισμα των

ενεργειών  $E_1 = \frac{1}{2} D A_1^2$  και  $E_2 = \frac{1}{2} D A_2^2$ .



Αυτό που συμβαίνει είναι ότι το σώμα δέχεται την ώθηση των δύο δυνάμεων και άρα η ενέργεια του κληρονομείται από το έργο της συνισταμένης ΚΑΙ ΟΧΙ από το άθροισμα των  $E_1$  και  $E_2$ .

Προσέξτε λοιπόν με έναν δεύτερο τρόπο, την διαφορά της ενέργειας  $E_1 + E_2$  από την ενέργεια  $E_{ολ}$  μετά την σύνθεση.

Θα χρησιμοποιήσω θεωρία του σχ. βιβλίου, λόγω έλλειψης μαθηματικών γνώσεων.

Αν στο σώμα μάζας  $m$  φθάσει η διαταραχή:

(i)

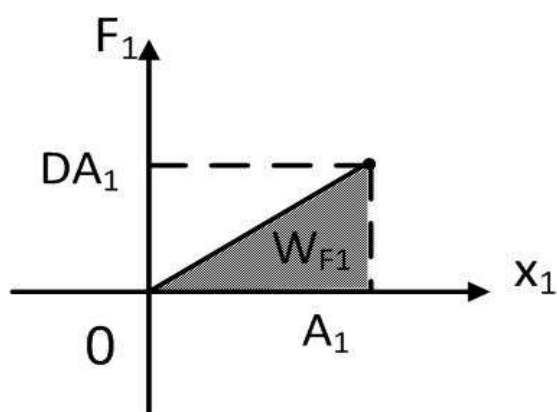
$$x_1 = A_1 \eta \mu \omega t$$

(ii)

$$x_2 = A_2 \eta \mu \omega t$$

- $D = m\omega^2$

- $F_1 = Dx_1$  (μέτρο)

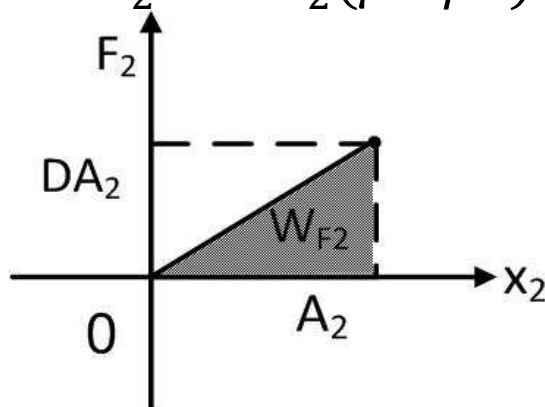


$$W_{F_1(0 \rightarrow A_1)} = E_1 \Rightarrow$$

$$E_1 = \frac{1}{2} D A_1^2$$

- $D = m\omega^2$

- $F_2 = Dx_2$  (μέτρο)



$$W_{F_2(0 \rightarrow A_2)} = E_2 \Rightarrow$$

$$E_2 = \frac{1}{2} D A_2^2$$

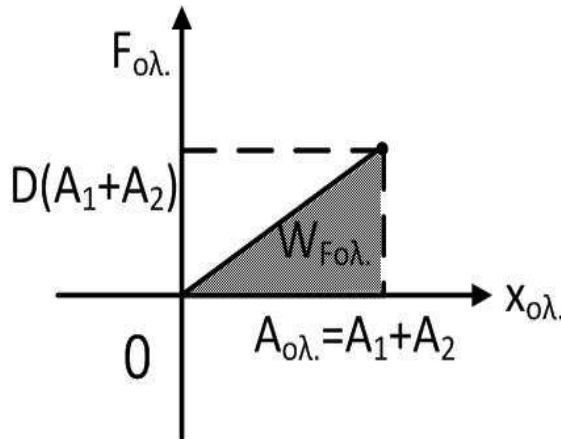
Για την σύνθεση :  $F_{ολ.} = F_1 + F_2 \Rightarrow$  (κατά μέτρο δίνει)

$$F_{ολ.} = Dx_1 + Dx_2 = D(x_1 + x_2) \Rightarrow \text{όμως } x_{ολ.} = x_1 + x_2$$

$$F_{ολ.} = Dx_{ολ.} \text{ (μέτρο)}$$

$$\text{και } x_{ολ.} = A_{ολ.}\eta\mu\omega t = (A_1 + A_2)\eta\mu\omega t$$

Τότε:



$$W_{F_{ολ.}(0 \rightarrow A_{ολ.})} = E_{ολ.} \Rightarrow$$

$$E_{ολ.} = \frac{1}{2}DA_{ολ.}^2 \Rightarrow$$

$$E_{ολ.} = \frac{1}{2}D(A_1 + A_2)^2$$

Συνεπώς :

Η ενέργεια της Α.Α.Τ. μετά την σύνθεση προκύπτει (όπως σε κάθε Α.Α.Τ.) από το έργο της δύναμης Επαναφοράς που

Είναι  $\Sigma \vec{F} = \vec{F}_{ολ.} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2$ , άρα

$$E_{ολ.} = W_{F_{ολ.}}$$

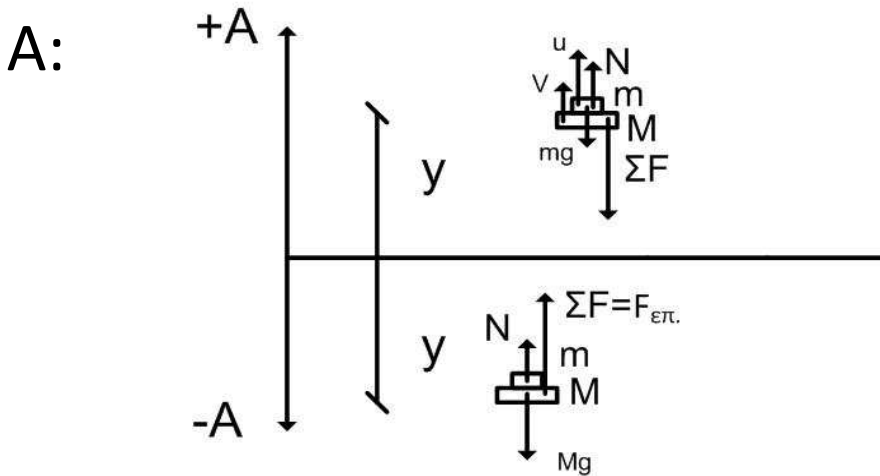
Και όχι από το άθροισμα των ενεργειών των Α.Α.Τ. που συνετέθησαν για να δώσουν το αποτέλεσμα της σύνθεσης. Η ενέργεια:  $E_1 + E_2 = \frac{1}{2}DA_1^2 + \frac{1}{2}DA_2^2$

**ΔΕΝ ΣΗΜΑΙΝΕΙ ΑΠΟΛΥΤΩΣ ΤΙΠΟΤΑ !!!**



### Θέμα 3<sup>ο</sup>:

### Αποκόλληση της $m$ από την $M$



Έστω μάζα  $M + m$   
εκτελεί Γ.Α.Τ. με  
γωνιακή συχνότητα  
 $\omega$  και  $m$  μάζα επί  
της  $M$ .

ΙΣΧΥΟΥΝ:

$$D = (M + m)\omega^2$$

$$Dm = m\omega^2$$

$$DM = M\omega^2$$

Για την  $m$  κάτω από την Θ.Ι.

$$\Sigma F = F_{\varepsilon\pi.} \Rightarrow N - mg = \Sigma F = -Dm \cdot y \Rightarrow$$

$$N = mg - m\omega^2 y \quad (y < 0)$$

Για πάνω από Θ.Ι.:

$$mg - N = \Sigma F = Dm \cdot y \Rightarrow$$

$$N = mg - m\omega^2 y \quad (y > 0)$$

Γενικός Τύπος

$$N = mg - m\omega^2 y \quad -A \leq y \leq +A$$

Πότε υπάρχει  $N : N \geq 0 \Rightarrow mg - m\omega^2 y \Rightarrow$

$$y \leq \frac{g}{\omega^2}$$

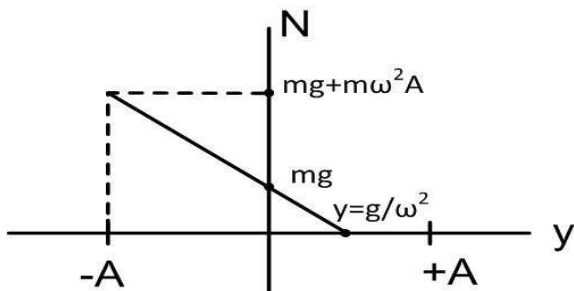
Όταν ισχύει  $y = \frac{g}{\omega^2} \Rightarrow N = 0$  Έχω αποκόλληση της  $m$

B:

ΓΡΑΦΙΚΕΣ ΠΑΡΑΣΤΑΣΕΙΣ

$N = -m\omega^2 y + mg$  για  $y = -A$   $N = mg + m\omega^2 A$

$y = 0 : N = mg$



Αν ισχύει:  $t = 0 : y = -A$

$y = A \eta \mu \left( \omega t + \frac{3\pi}{2} \right) \quad (1)$

$N = -m\omega^2 A \eta \mu \left( \omega t + \frac{3\pi}{2} \right) + mg$

Αν ζητείται ο χρόνος  $t_1$  αποκόλλησης:

$(1) (1) \Rightarrow \frac{g}{\omega^2} = A \eta \mu \left( \omega t + \frac{3\pi}{2} \right) \Rightarrow$

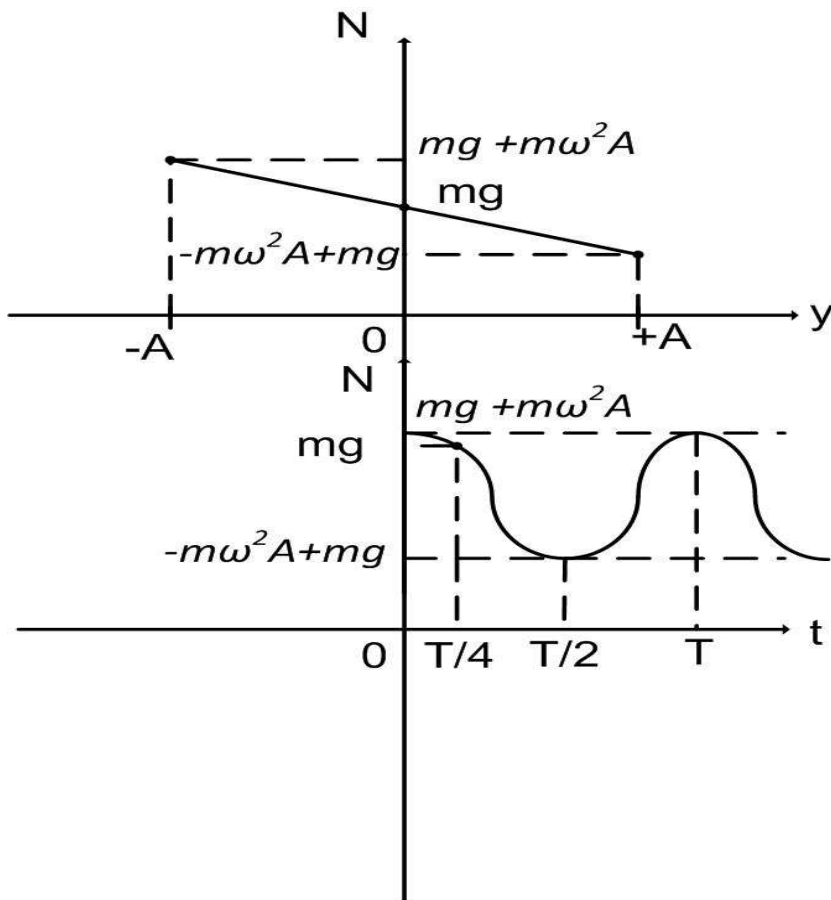
$\eta \mu \left( \omega t + \frac{3\pi}{2} \right) = \frac{g}{\omega^2 A} = \eta \mu \theta$

$(g/\omega^2 A = \text{γνωστός τριγωνομετρικός αριθμός})$

$$\begin{cases} \omega t_1 + \frac{3\pi}{2} = 2\kappa\pi + \theta \\ \omega t_1 + \frac{3\pi}{2} = 2\kappa\pi + \pi - \theta \end{cases} \Rightarrow (\text{επιλέγω τον μικρότερο χρόνο})$$

❖ Αν δεν έχω αποκόλληση

$$y = +A \Rightarrow N = -m\omega^2 A + mg$$



Γ: Η  $m$  αποκολλάται λόγω επιτάχυνσης

Γενικά για σώμα στην Γ.Α.Τ.

$$\frac{1}{2} D A^2 = \frac{1}{2} m u^2 + \frac{1}{2} D y^2 \text{ απ' όπου εύκολα:}$$

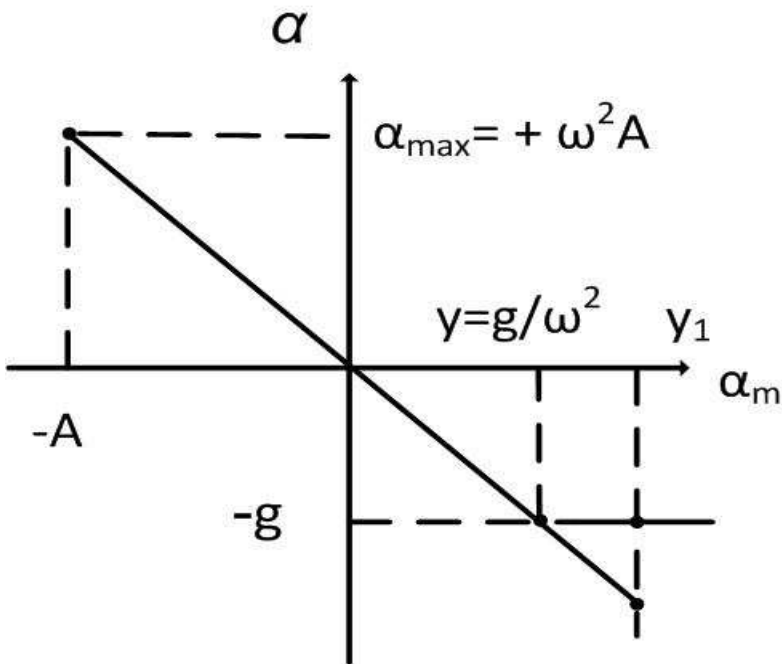
$$u = \pm \omega \sqrt{A^2 - y^2} \text{ Άρα στην μελέτη μας :}$$

$$u_m = +\sqrt{A^2 - y^2} \text{ και} \quad (1)$$

$$u_M = +\sqrt{A^2 - y^2}$$

Στην Αποκόλληση : (2)  $\alpha_M = -\omega^2 y$  και  $\alpha_m = -g$ . Τότε  $\alpha_M = \alpha_m$

Στο  $y = \frac{g}{\omega^2}$  έχω αποκόλληση.



Για  $y = -A \rightarrow a = \omega^2 A$

Για κάθε  $y < y_1 \leq +A \Rightarrow +\frac{g}{\omega^2} \leq y_1 \leq A$

έχουμε:  $\alpha_M < \alpha_m \Rightarrow \frac{dV_M}{dt} < \frac{dV_m}{dt} \Rightarrow$

$dV_M < dV_m \stackrel{(1)}{\Rightarrow} V_{M,y_1} - \cancel{V_M} < V_{m,y_1} - \cancel{V_m} \Rightarrow$

$V_{m,y_1} > V_{M,y_1}$

❖ Παρατήρηση: Από τις σχέσεις (2) επίσης ισχυριζόμαστε ότι στην αποκόλληση οριακά:

$$\alpha_M = \alpha_m \Rightarrow -\omega^2 y = -g \Rightarrow y = \frac{g}{\omega^2}$$

Θέμα 4<sup>ο</sup>:

Πίθηκος μάζας  $m = 4 \text{ kgr}$  βρίσκεται σε πλατφόρμα που ταλαντώνεται με γωνιακή συχνότητα  $\omega = 1 \text{ } r/s$

και στο  $x = \frac{A\sqrt{3}}{2}$ , όπου  $A = 1 \text{ m}$  το πλάτος της ταλάντωσης. "Πιάνεται" από το σημείο  $A_1$  του άκρου του νήματος αβαρούς και μη εκτατού, που είναι τυλιγμένο πολλές φορές στο άκρο της τροχαλίας μάζας  $M = 2 \text{ kgr}$  και ακτίνας  $R = 0.5 \text{ m}$ .

Ανεβαίνει προς ένα μικρό κάθισμα  $\kappa$  αμελητέου βάρους και διαστάσεων με επιτάχυνση  $a_1 = 1.5 \text{ } m/s^2$  και το φτάνει μετά από χρόνο  $t_1 = 1 \text{ sec}$ .

α) Να βρείτε την συνθήκη που πρέπει να ικανοποιεί η επιτάχυνση  $a_{A_1}$  του σημείου  $A_1$  του άκρου του νήματος ώστε να συμβεί αυτό.

β) Να βρείτε την απόσταση του καθίσματος  $\kappa$  από το άκρο του νήματος.

γ) ο πίθηκος κάθεται στο κάθισμα και ζητείται μελέτη της κίνησης του συστήματος τροχαλίας-πιθήκου.

(ΓΙΑ ΤΗΝ ΤΡΟΧΑΛΙΑ :  $I = \frac{1}{2}MR^2$ )

-Λύση-

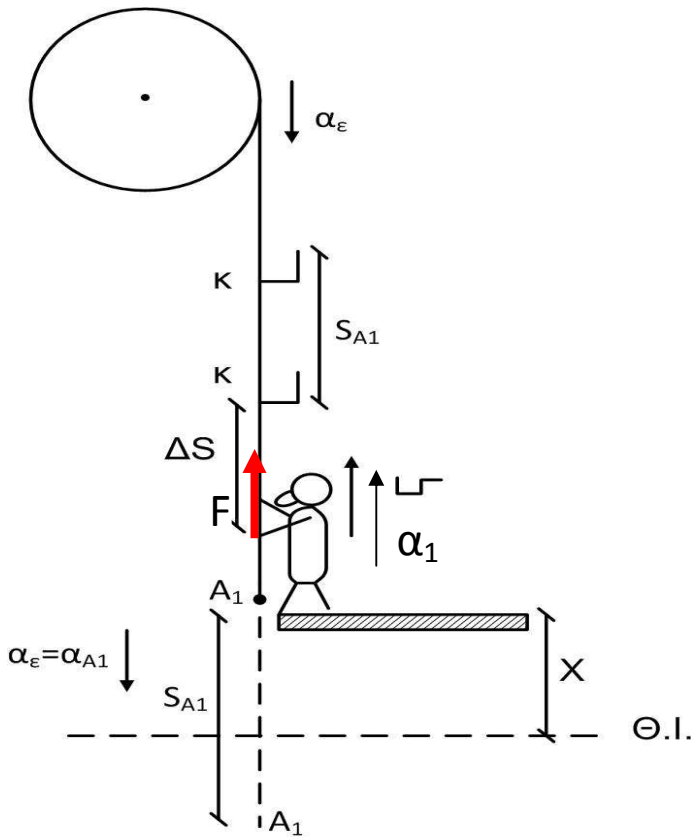
α)

$$F \cdot R = I \alpha_\gamma \rightarrow F = I \frac{\alpha_\gamma}{R} \quad \left. \vphantom{F \cdot R = I \alpha_\gamma} \right\} \begin{matrix} (-) \\ \Rightarrow \end{matrix}$$

$$F - mg = ma_1$$

$$mg = \frac{I \alpha_\gamma}{R} - ma_1 \Leftrightarrow$$

$$a_1 = \frac{I \alpha_\gamma}{Rm} - g \quad (1)$$



Πρέπει:  $\alpha_1 > 0 \Leftrightarrow \frac{I \alpha_\gamma}{Rm} - g > 0$

$$a_{A_1} = a_{\text{επιτρ.}} = \frac{dv}{dt} = \frac{d\omega R}{dt} = R \frac{d\omega}{dt} = R \alpha_\gamma$$

$$\text{ή } \alpha_\gamma = \frac{a_{A_1}}{R}$$

$$\frac{I a_{A_1}}{R^2 m} - g > 0 \Rightarrow I a_{A_1} > g R^2 m \Rightarrow$$

$$a_{A_1} > \frac{g R^2 m}{I} \Leftrightarrow$$

$$\text{ή } \alpha_{A_1} > \frac{g R^2 m}{\frac{1}{2} M R^2} \Rightarrow a_{A_1} > 40 \text{ m/s}^2$$

β) Ο πίθηκος ανεβαίνει κατά:

$$\Delta S = vt + \frac{1}{2}a_1t^2$$

$$\text{όπου: } v = +\omega\sqrt{A^2 - x^2} = \sqrt{A^2 - \frac{3A^2}{4}} = \frac{A}{2} = 0.5 \text{ m/s}$$

$$\text{Άρα: } \Delta S = 0.5 \cdot 1 + \frac{1}{2} \cdot 1.5 \cdot 1 = 1.25 \text{ m}$$

Στον ίδιο χρόνο το κ κατεβαίνει όσο το σημείο  $A_1$  και γίνεται συνάντηση με τον πίθηκο

$$\text{Άρα } S_{A_1} = Rd\theta = R \cdot \frac{1}{2}\alpha_\gamma t^2$$

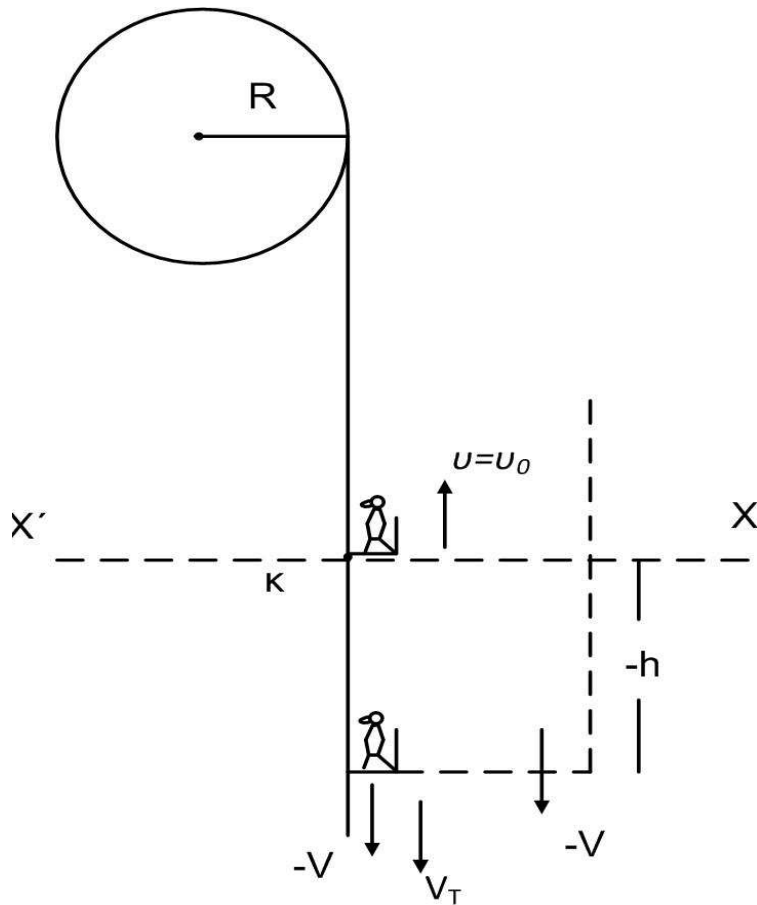
Από (1) →

$$a_1 + g = \frac{Ia_\gamma}{Rm} \quad \text{ή} \quad a_\gamma = \frac{(a_1 + g)Rm}{\frac{1}{2}MR^2} = 92 \text{ r/s}^2$$

$$\text{Άρα: } S_{A_1} = 0.5 \cdot \frac{1}{2} \cdot 92 \cdot 1 = 23 \text{ m.}$$

$$\text{Τελικά } S_{\text{ζητούμενο}} = S_{A_1} + \Delta S = 24.25 \text{ m}$$

γ)



Στο κ ο πίθηκος φτάνει με  $v' = v_0 = v + a_1 t = 0.5 + 1.5 = 2 \text{ m/s}$

Τότε για την τροχαλία :  $\omega = a_2 t = 92 \cdot 1 = 92 \text{ r/s}$

Το νήμα προφανώς χαλαρώνει.

Το νήμα προφανώς ξετυλίγεται

με σταθερό  $\omega = 92 \text{ r/s}$  της τροχαλίας μέχρι να

ξανατεντωθεί στο  $-h$  όπου ο πίθηκος έχει ταχύτητα  $-V$

$$\begin{aligned} \text{Ισχύουν: } -h &= v_0 t_x - \frac{1}{2} g t_x^2 \\ -V &= v_0 - g t_x^2 \end{aligned}$$



Άρα  $h = Rd\theta = R\omega t_x$  το νήμα που ξετυλίχθηκε.

ΆΡΑ:  $-R\omega t_x = v_0 t_x - \frac{1}{2} g t_x^2 \Rightarrow$

$$\Rightarrow t_x \left( \frac{1}{2} g t_x - R\omega - v_0 \right) = 0$$

$t_x = 0$  η αρχή της κίνησης

και  $\frac{1}{2} g t_x = R\omega + v_0 \Rightarrow$

$$t_x = \frac{R\omega + v_0}{\frac{1}{2} g} = \frac{0.5 \cdot 92 + 2}{5} = \frac{48}{5} = 9.6 \text{ sec.}$$

και:  $-V = v_0 - g t_x \Rightarrow$

$$-V = 2 - 10 \cdot 9.6 \Rightarrow$$

$$V = 94 \text{ m/s}$$

- Ακριβώς στο "τέντωμα" του νήματος δηλ. :στα 9.6sec.

$$\overrightarrow{L_{\alpha\rho\chi.}} = \overrightarrow{L_{\tau\epsilon\lambda.}}$$

$$mVR + I\omega = mV_T R + I\omega_T \quad (2)$$

όπου  $V_T = \omega_T R$  οι τιμές αμέσως μετά.

Από (2)  $\omega_T = \frac{mVR + \frac{1}{2}MR^2\omega}{mR^2 + \frac{1}{2}MR^2}$  ή

$$\omega_T = \frac{4 \cdot 94 \cdot 0.5 + 0.5^2 \cdot 92}{4 \cdot 0.5^2 + 0.5^2} = \frac{376 + 46}{2.5} = 168.8 \text{ r/s}$$

και  $V_T = \omega R = 84.4 \text{ m/s}$

Αμέσως μετά ισχύει η κλασική μελέτη σώματος που κινείται δεμένο σε νήμα γύρω από τροχαλία.

$$\text{Δηλ. : } T \cdot R = I\alpha_\gamma$$

$$mg - T = ma_2$$

$$\text{και } a_2 = \frac{dv}{dt} = R \frac{d\omega}{dt} = R\alpha_\gamma.$$



Πιστοί στην παράδοση που δημιουργήσαμε χρόνια τώρα, προτείνουμε και φέτος κάποια θέματα, πριν τις τελικές εξετάσεις.

Μόνο που τα φετινά θέματα θα είναι διαφορετικά. Γνωρίζοντας ότι θα αναπτυχθούν στην κλασική τους μορφή, θέματα στα διάφορα έντυπα και στον δικτυακό τόπο, επιλέξαμε συνειδητά να προσφέρουμε τη βοήθεια μας, προχωρώντας στην ανάπτυξη θεμάτων με μορφή μελέτης.

Εμβαθύναμε σε συγκεκριμένα σημεία της ύλης, ώστε να διερευνήσουμε τις γνώσεις των υποψηφίων, δίνοντας τους ευχέρεια στη διατύπωση και την αιτιολόγηση των απαντήσεων. Σημεία στα οποία έχουμε εντοπίσει αδυναμία πολλών μαθητών.

Ευχόμαστε καλή επιτυχία σε όλους του υποψηφίους που ξεκινούν σε λίγες μέρες τη δοκιμασία των εξετάσεων.

**Επιμέλεια θεμάτων:**

**Κωστόπουλος Σ.**

**Κομητόπουλος Γ.**