

ΦΥΣΙΚΗ

ΚΑΤΕΥΘΥΝΣΗΣ Γ' ΛΥΚΕΙΟΥ & ΕΠΑ.Λ. Β'

25 ΜΑΪΟΥ 2012

ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ

ΘΕΜΑ Α

- A1.** γ,
A5. α. Σ,
 β. Σ
 γ. Λ
 δ. Λ
 ε. Σ

- A2.** β,

- A3.** γ,

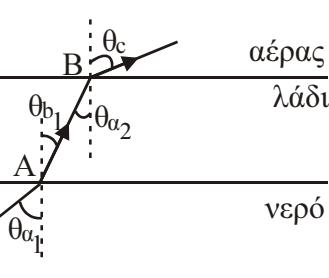
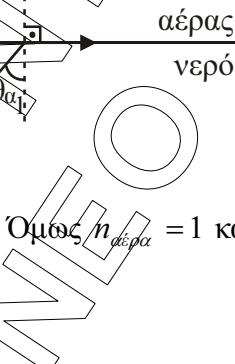
- A4.** γ

ΘΕΜΑ Β

- B1.** Σωστό το γ.

Αρχικά Snell μεταξύ νερού - αέρα
 $n_{νερού} \cdot \eta\mu \theta_{\alpha_1} = n_{αέρα} \cdot \eta\mu 90^\circ$

$$\text{Άρα: } n_{νερού} = \frac{1}{\eta\mu \theta_{\alpha_1}} \quad (1)$$



Snell στο (A) νερό- λάδι

$$n_{νερού} \cdot \eta\mu \theta_{\alpha_1} = n_{λάδι} \cdot \eta\mu \theta_{b_1} \xrightarrow{(1)} \frac{1}{\eta\mu \theta_{\alpha_1}} \cdot \eta\mu \theta_{\alpha_1} = n_{λάδι} \cdot \eta\mu \theta_{b_1} \Rightarrow \eta\mu \theta_{b_1} = \frac{1}{n_{λάδι}} \quad (2)$$

Snell στο (B) :

$$n_{λάδι} \cdot \eta\mu \theta_{\alpha_2} = n_{αέρα} \cdot \eta\mu \theta_c \quad (3)$$

Όμως $\theta_{b_1} = \theta_{\alpha_2}$ εντός εναλλάξ και $n_{αέρα}=1$.

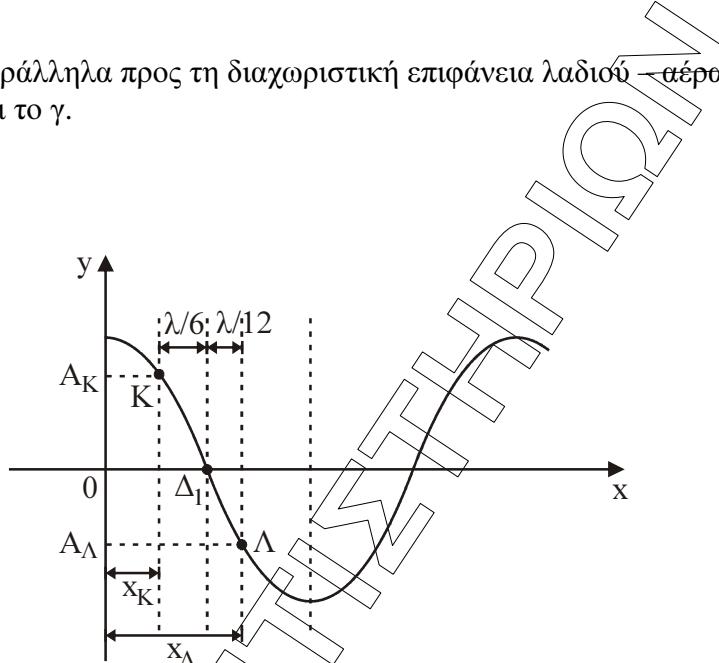
Άρα από τη σχέση (2) η (3) γίνεται:

$$n_{\lambda\delta t} \cdot \frac{1}{n_{\lambda\delta t}} = \eta \mu \theta_c \Rightarrow \eta \mu \theta_c = 1$$

Άρα $\theta_c = 90^\circ$

Άρα θα κινηθεί παράλληλα προς τη διαχωριστική επιφάνεια λαδιού - αέρα.
Οπότε σωστό είναι το γ.

B2. Σωστό είναι το α.



Η απόσταση των σημείων K, L από τη θέση x = 0 είναι αντίστοιχα:

$$x_K = \frac{\lambda}{4} - \frac{\lambda}{6} \Rightarrow x_K = \frac{\lambda}{12}$$

$$x_L = \frac{\lambda}{4} + \frac{\lambda}{12} \Rightarrow x_L = \frac{4\lambda}{12} = \frac{\lambda}{3}$$

Τα πλάτη της ταλάντωσης A_K, A_L των σημείων K, L δίνονται :

$$A_K = \left| 2A \sin \frac{2\pi x_K}{\lambda} \right| \text{ κατ } A_L = \left| 2A \sin \frac{2\pi x_L}{\lambda} \right|$$

$$A_K = \left| 2A \sin \frac{2\pi}{\lambda} \cdot \frac{\lambda}{12} \right| \Rightarrow A_K = \left| 2A \sin \frac{\pi}{6} \right| = \sqrt{3} \cdot A$$

$$\text{Άρα: } A_L = \left| 2A \sin \frac{2\pi}{\lambda} \cdot \frac{\lambda}{3} \right| \Rightarrow A_L = \left| 2A \sin \frac{2\pi}{3} \right| = A$$

Οπότε έχουμε:

$$v_{max_K} = \omega \cdot A_K \quad (1)$$

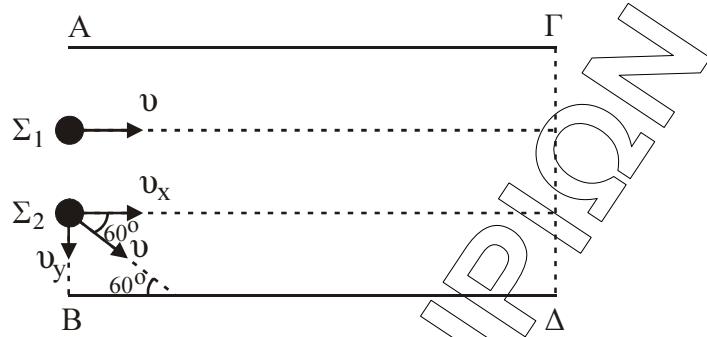
$$v_{max_L} = \omega \cdot A_L \quad (2)$$

Από τις σχέσεις (1) και (2) προκύπτει:

$$\frac{v_{max_K}}{v_{max_L}} = \frac{A_K}{A_L} = \frac{A \cdot \sqrt{3}}{A} = \sqrt{3} .$$

Άρα το σωστό είναι το α.

B3. Σωστό το α.



Η σφαίρα Σ_1 κινείται ευθύγραμμα και ομαλά από το ΑΒ μέχρι το ΓΔ και άρα ισχύει:

$$A\Gamma = v \cdot t_1 \Rightarrow t_1 = \frac{A\Gamma}{v} \quad (1)$$

Αναλύουμε την ταχύτητα \vec{v} της σφαίρα Σ_2 στις συνιστώσες v_x, v_y .

Για τη διαδρομή ΑΓ ισχύει:

$$v_x = v \cdot \sin 60^\circ \Rightarrow v_x = \frac{v}{2}$$

$$\text{Και } A\Gamma = v_x \cdot t_2 \Rightarrow A\Gamma = \frac{v \cdot t_2}{2} \Rightarrow t_2 = \frac{2A\Gamma}{v} \quad (2)$$

Από την (1) και (2) έχουμε:

$$\frac{t_2}{t_1} = \frac{\frac{2A\Gamma}{v}}{\frac{A\Gamma}{v}} = 2 \Rightarrow t_2 = 2t_1$$

Άρα σωστό το α.

Σημείωση: Η σφαίρα Σ_2 δέχεται από των τοίχους δυνάμεις κάθετες στην διεύθυνση της συνιστώσας ταχύτητας της \vec{v}_x . Για αυτό διατηρείται το μέτρο της ταχύτητας αυτής σταθερό.

ΘΕΜΑ Γ

Γ1. Με εφαρμογή Steiner η ροπή αδράνειας της δοκού δίνεται:

$$I_\delta = I_{cm} + M \left(\frac{\ell}{2} \right)^2 = \frac{1}{12} M \ell^2 + \frac{1}{4} M \ell^2 \Rightarrow$$

$$I_\delta = \frac{4M \ell^2}{12} = \frac{M \ell^2}{3}.$$

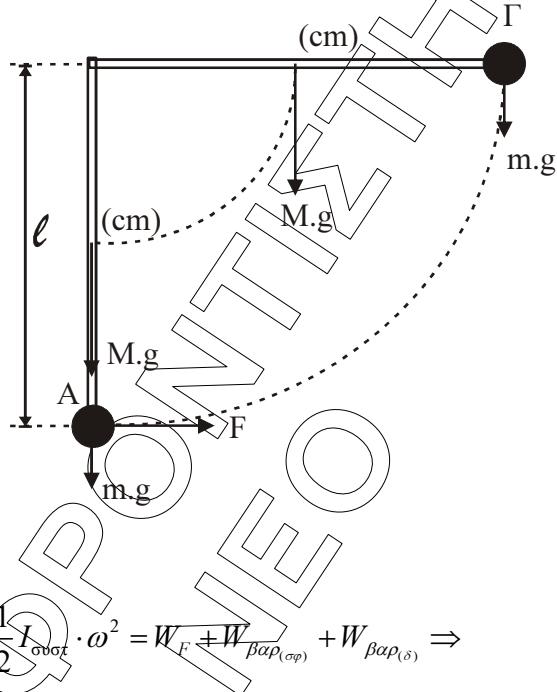
$$\text{Άρα: } I_{συστ} = I_\delta + I_{σφ} = \frac{M \ell^2}{3} + m \ell^2 \Rightarrow$$

$$I_{συστ} = \frac{M \ell^2}{3} + \frac{M \ell^2}{2} = \frac{5M \ell^2}{6} \Rightarrow$$

$$I_{\text{συστ}} = \frac{5 \cdot 6 \cdot 9 \cdot 10^{-2}}{6} \Rightarrow I_{\text{συστ}} = 45 \cdot 10^{-2} \text{ Kg} \cdot \text{m}^2.$$

Γ2. Ισχύει: $W = \tau \cdot \theta = F \cdot \ell \cdot \frac{\pi}{2} \Rightarrow W = \frac{120}{\pi} \cdot 3 \cdot 10^{-1} \cdot \frac{\pi}{2} \Rightarrow W = 18 \text{ J.}$

Γ3. Εφαρμόζουμε Θ.Μ.Κ.Ε. κατά την περιστροφή του συστήματος από τη θέση Α στη θέση Γ.

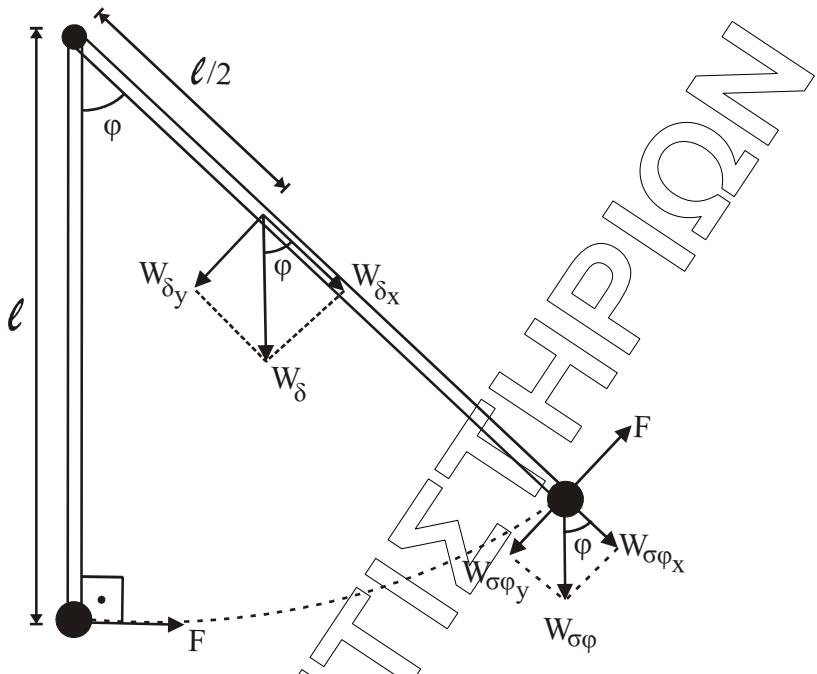


$$K_{\text{τελ}} - K_{\alpha\rho\chi} = \Sigma W \Rightarrow \frac{1}{2} I_{\text{συστ}} \cdot \omega^2 = W_F + W_{\beta\alpha\rho(\sigma\rho)} + W_{\beta\alpha\rho(\delta)} \Rightarrow$$

$$\frac{1}{2} 0,45 \cdot \omega^2 = 18 - m \cdot g \cdot \ell - M \cdot g \cdot \frac{\ell}{2} \Rightarrow$$

$$\frac{1}{2} 0,45 \cdot \omega^2 = 18 - 3 \cdot 10 \cdot 0,3 - 6 \cdot 10 \cdot 0,15 \Rightarrow \omega = 0 \text{ rad/s.}$$

Γ4.



Μέγιστη κινητική ενέργεια έχουμε όταν $\omega = \omega_{\max}$ δηλαδή τη στιγμή που $\alpha_{\gamma\omega} = 0$. Όμως $\Sigma \tau = I_{\text{συστ}} \cdot \alpha_{\gamma\omega} \Rightarrow \Sigma \tau \neq 0$.

Έστω $\hat{\phi}$ η γωνία που σχηματίζει η δοκός με την κατακόρυφη στη θέση αυτή.

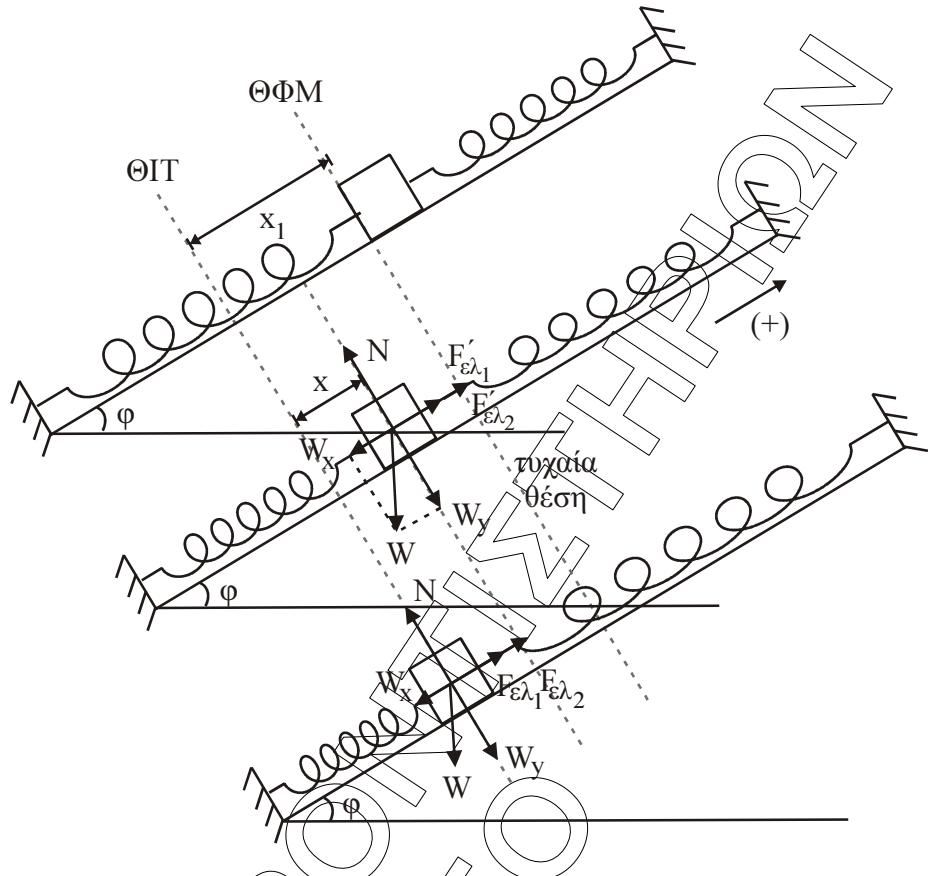
Iσχύει: $\Sigma \tau = 0 \Rightarrow W_{\delta_x} \cdot - + W_{\sigma\varphi} \cdot \ell = F \cdot \ell$

$$M \cdot g \cdot \eta\mu\varphi \cdot \frac{1}{2} + m \cdot g \cdot \eta\mu\varphi = F \Rightarrow$$

$$\eta\mu\varphi = \frac{F}{(M+m) \cdot a} = \frac{30\sqrt{3}}{6 \cdot 10} \Rightarrow \eta\mu\varphi = \frac{\sqrt{3}}{2}.$$

Apa: $\hat{\varphi} = 60^\circ$.

Δ1.



Για την Θ.Ι. ισχύει:

$$\sum F_x = 0 \Rightarrow W_x - F_{\epsilon\lambda_1} - F_{\epsilon\lambda_2} = 0 \Rightarrow m_1 g \mu \varphi = k_1 x_1 + k_2 x_1 = (k_1 + k_2) x_1 \Rightarrow \\ \Rightarrow 10 = 200 \cdot x_1 \Rightarrow x_1 = 0,05 \text{ m}.$$

Σε τυχαία θέση απομάκρυνσης ισχύει:

$$\sum F_x = 0 \Rightarrow W_x - F_{\epsilon\lambda_1}' - F_{\epsilon\lambda_2}' = \sum F_x = m_1 g \mu \varphi - k_1(x_1 - x) - k_2(x_1 - x) = (k_1 + k_2)x_1 \Rightarrow \\ \sum F = 2 \cdot 10 \cdot \frac{1}{2}(k_1 + k_2)(x_1 - x) \Rightarrow \sum F = 10 - 200 \cdot (x_1 - x) \Rightarrow \sum F = -200x.$$

Άρα είναι της μορφής:

$$\sum F = -D \cdot x \text{ όπου } D = (k_1 + k_2) = 200 \text{ N/m}.$$

Άρα εκτελεῖ Α.Α.Τ.

Δ2.

Η σχέση της απομάκρυνσης είναι $x = A \eta \mu(\omega t + \varphi_0)$

Το σώμα αφήνεται ($\delta\eta. \nu = 0$) από την αρχική του θέση όπου τα ελατήρια έχουν το φυσικό τους μήκος, άρα η απόσταση $x_1 = 0,05 \text{ m}$.

Από τη Θ.Ι. είναι το πλάτος (A) της ταλάντωσης του Σ_1 δηλ. $A = x_1 = 0,05 \text{ m}$.

Ισχύει για $t = 0 \quad x = +A$

$$\text{άρα } x = A \eta \mu(\omega t + \varphi_0) \Leftrightarrow +A = A \eta \mu \varphi_0 \Leftrightarrow = \eta \mu \varphi_0 + 1 \Leftrightarrow \varphi_0 = \begin{cases} 2\kappa\pi + \frac{\pi}{2} \\ 2\kappa\pi + \left(\pi - \frac{\pi}{2}\right) \end{cases}$$

για $k = 0 \Leftrightarrow \varphi_0 = \pi/2$ rad.

$$\text{Δίνεται } \omega = \sqrt{\frac{D}{m_1}} \Rightarrow \omega = \sqrt{\frac{k_1 + k_2}{m_1}} = \sqrt{\frac{60+140}{2}} = \sqrt{\frac{200}{2}} = 10 \text{ rad/s} \Rightarrow \omega = 10 \text{ rad/s.}$$

$$\text{Άρα } x = 0,05\eta\mu \left(10t + \frac{\pi}{2} \right) \text{ (SI)}$$

$$\text{ή } x = 0,05\sigma\nu\omega t \text{ (SI)}$$

- Δ3.** Η σταθερά επαναφοράς δίνεται από τη σχέση $D = m \cdot \omega^2$.

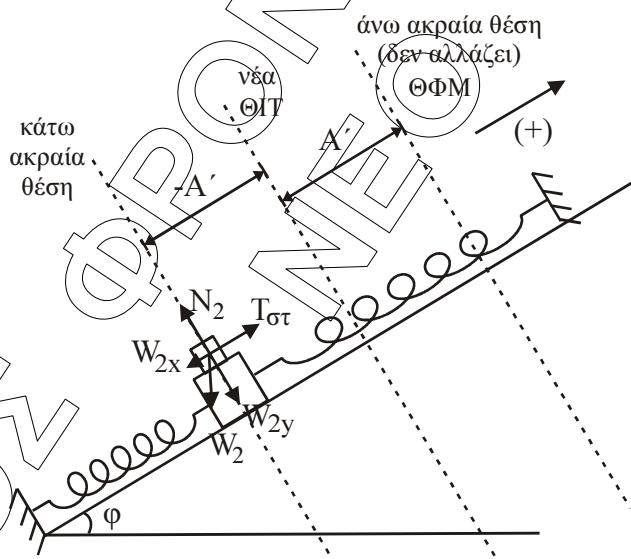
$$\text{Για το } \Sigma_2 \text{ ισχύει: } D_2 = m_2 \cdot (\omega')^2$$

$$\text{Όμως : } \omega' = \sqrt{\frac{k_1 + k_2}{m_1 + m_2}} = \sqrt{\frac{200}{6+2}} = \sqrt{25} = 5 \text{ rad/s.}$$

$$\text{Άρα: } D_2 = m_2 \cdot (\omega')^2 = 6 \cdot 25 = 150 \text{ N/m.}$$

- Δ4.**

1η Λύση



Σε κάποια θέση κάτω από τη Θ.Ι. παίρνω Β' Νόμο Νεύτωνα:

$$\sum \vec{F} = m\vec{a} \text{ με (+) προς τα πάνω } T_{\sigma\tau} - W_x = ma$$

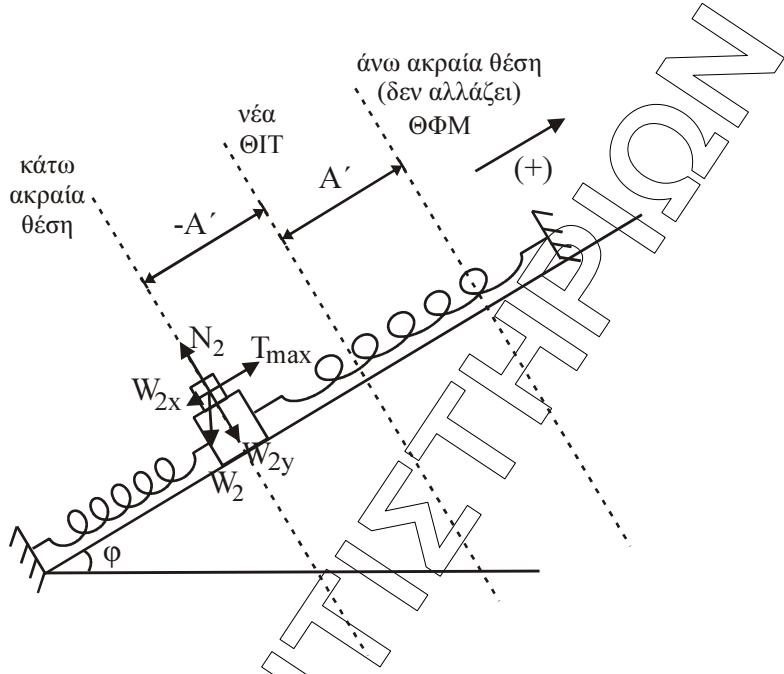
$$T_{\sigma\tau}' = W_x + ma \text{ μέγιστη } T_{\sigma\tau} \text{ όταν } a = a_{\max} = \omega'^2 \cdot A'$$

$$T_{\sigma\tau} = m_2 \cdot \omega'^2 \cdot A' + m_2 \cdot g \cdot \eta\mu\theta$$

$$T_{\sigma\tau} = 6 \cdot 5 \cdot 0,2 + 6 \cdot 10 \cdot \frac{1}{2} = 30 + 30 = 60 \text{ N.}$$

$$\left. \begin{array}{l} T_{\sigma\tau} = \mu_{\sigma\tau} N \text{ όμως} \\ N = W_y = 30\sqrt{3} \text{ (N)} \end{array} \right\} \Rightarrow 60 = \mu_{\sigma\tau} \cdot 30\sqrt{3} \Rightarrow \mu_{\sigma\tau} = \frac{60}{30\sqrt{3}} = \frac{2\sqrt{3}}{3}.$$

2η Λύση



Με την προσθήκη του δεύτερου σώματος έχουμε αλλαγή θέση ισορροπίας. Στην καινούργια θέση ισορροπίας ισχύει:

$$\begin{aligned}\Sigma F_x = 0 \Rightarrow (m_1 + m_2)g \cdot \eta \mu \varphi &= (k_1 + k_2) \cdot x \Rightarrow \\ \Rightarrow (6+2)10 \cdot \frac{1}{2} &= (60+140) \cdot x \Rightarrow 40 = 200x \Rightarrow x = 0,2 \text{ m.}\end{aligned}$$

Επειδή το σώμα αφήνεται χωρίς αρχική ταχύτητα στην ακραία θέση, και στη νέα ταλάντωση η ακραία θέση θα παραμείνει στο ίδιο σημείο (το συσσωμάτωμα έχει αρχική ταχύτητα μηδενί).

Επειδή η ακραία θέση είναι η θέση φυσικού μήκους των ελατηρίων, η απόσταση $x = 0,2 \text{ m}$ θα είναι το νέο πλάτος $A' = 0,2 \text{ m}$.

Για το Σ_2 που μετέχει στην ταλάντωση του συστήματος θα ισχύει:

$$\begin{aligned}\Sigma \vec{F} &= -D_2 \cdot \vec{x} \Rightarrow \vec{T} + m_2 \cdot \vec{g} \cdot \eta \mu 30^\circ = -D_2 \cdot \vec{x} \Rightarrow \\ \Rightarrow \vec{T} &= -m_2 \cdot \vec{g} \cdot \eta \mu 30^\circ - D_2 \cdot \vec{x}. \text{ Επειδή τα διανύσματα της τελευταίας σχέσης είναι συγγραμμικά και λόγω της θετικής φοράς προς τα πάνω η σχέση γράφεται αλγεβρικά: } \\ T &= -m_2(-g) \cdot \eta \mu 30^\circ - D_2 \cdot x \Rightarrow T = m_2 g \eta \mu 30^\circ - D_2 \cdot x.\end{aligned}$$

Η μέγιστη τιμή της T προκύπτει για $x = -A'$.

Άρα: $T_{\max} = m_2 g \eta \mu 30^\circ + D_2 A'$.

Για να μην ολισθαίνει αρκεί

$$T_{\max} \leq \mu \cdot N \Rightarrow m_2 \cdot g \cdot \eta \mu 30^\circ + D_2 \cdot A' \leq \mu \cdot m_2 \cdot g \cdot \eta \mu 30^\circ \Rightarrow$$

$$60 \frac{1}{2} + 150 \cdot 0,2 \leq \mu \cdot 60 \frac{\sqrt{3}}{2} \Rightarrow$$

$$30 + 30 \leq \mu \cdot 30\sqrt{3} \Rightarrow \mu \geq \frac{2}{\sqrt{3}} \Rightarrow \mu_{\min} = \frac{2\sqrt{3}}{3}.$$