

## ΕΠΑΝΑΛΗΠΤΙΚΑ ΘΕΜΑΤΑ 2012

E\_3.Φλ3ΘT(a)

**ΤΑΞΗ:** 3<sup>η</sup> ΤΑΞΗ ΕΠΑ.Λ. (Β' ΟΜΑΔΑ)

**ΜΑΘΗΜΑ:** ΦΥΣΙΚΗ II

**Ημερομηνία: Τετάρτη 18 Απριλίου 2012**

### ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ

#### ΘΕΜΑ Α

- A1. β
- A2. γ
- A3. γ
- A4. β
- A5. α. Λάθος  
β. Σωστό  
γ. Λάθος  
δ. Σωστό  
ε. Λάθος

#### ΘΕΜΑ Β

- B1. β. Για το έργο που εκτελέσαμε από το ΘΜΚΕ έχουμε

$$W = \Delta K = \frac{1}{2} I \omega^2$$

Αφού η ροπή είναι σταθερή για τη γωνιακή ταχύτητα θα ισχύει

$$\omega = \alpha_{\gamma} t \Rightarrow \omega = \frac{\tau}{I} t \Rightarrow t = \frac{\omega I}{\tau}$$

Επομένως η μέση που καταναλώσαμε θα είναι

$$\bar{P} = \frac{W}{t} = \frac{\frac{1}{2} I \omega^2}{\frac{\omega I}{\tau}} \Rightarrow \bar{P} = \frac{\tau \omega}{2}$$

$$\text{Αρα } \bar{P}_{\text{διακυνλόν}} = \bar{P}_{\text{δίσκου}}$$

- B2. β. Η ηχητική πηγή φτάνει στον παρατηρητή σε χρόνο

$$t = \frac{d}{v_s} = 2,5 \text{ s}$$

Το πλήθος  $N_A$  των ηχητικών μεγίστων που αντιλαμβάνεται ο παρατηρητής θα ισούται με το πλήθος  $N_S$  των ηχητικών μεγίστων που

εξέπεμψε η πηγή από τη χρονική στιγμή  $t = 0$  μέχρι τη χρονική στιγμή που φθάνει σε αυτόν, δηλαδή:

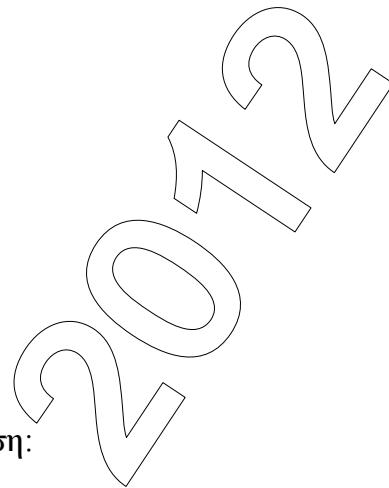
$$N_A = N_s = f_s \cdot t = 1000$$

**B3.**  $\gamma$

$$x_1 = \frac{1}{\alpha} \eta \mu \omega t$$

$$x_2 = \frac{1}{\beta} \sigma \nu \omega t = \frac{1}{\beta} \eta \mu \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$

$$\text{Άρα } A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2} = \sqrt{\frac{1}{\alpha^2} + \frac{1}{\beta^2}} = \frac{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2}}{\alpha \beta}$$



**B4.**  $\beta$

Εφαρμόζουμε A. Δ. Ο για την πρώτη κρούση:

$$\vec{P}_{\text{πριν}} = \vec{P}_{\text{μετά}} \Rightarrow m \upsilon = 2m \upsilon_1 \Rightarrow \upsilon_1 = \frac{\upsilon}{2}$$

Όμοια για την δεύτερη

$$\vec{P}_{\text{πριν}} = \vec{P}_{\text{μετά}} \Rightarrow 2m \upsilon_1 = 3m \upsilon_2 \Rightarrow \upsilon_2 = \frac{\upsilon}{3}$$

Όμοια για τρίτη και τέταρτη και παίρνουμε  $\upsilon_3 = \frac{\upsilon}{4}$  και  $\upsilon_4 = \frac{\upsilon}{5}$

Άρα το ποσοστό της αρχικής κινητικής ενέργειας που έγινε θερμότητα κατά την τελενταία κρούση είναι:

$$\Pi \% = \frac{Q}{K_{\alpha\rho\chi}} \cdot 100\% = \frac{\frac{1}{4}m \upsilon_3^2 + \frac{1}{5}m \upsilon_4^2}{m \upsilon^2} \cdot 100\% = 5\%$$

### ΘΕΜΑ Γ

**Γ1.** Το μήκος κύματος στο κενό είναι

$$\lambda_0 = c \cdot T = 5 \cdot 10^{-7} \text{ m}$$

Για τις μέγιστες τιμές της έντασης του ηλεκτρικού και του μαγνητικού πεδίου ισχύει:

$$\frac{E_{\max}}{B_{\max}} = c \Rightarrow B_{\max} = 2 \cdot 10^{-8} T$$

Επομένως:

$$B = 2 \cdot 10^{-8} \eta \mu 2\pi (6 \cdot 10^{14} t - 2 \cdot 10^6 x) \quad (\text{SI})$$

## ΕΠΑΝΑΛΗΠΤΙΚΑ ΘΕΜΑΤΑ 2012

E\_3.Φλ3ΘT(a)

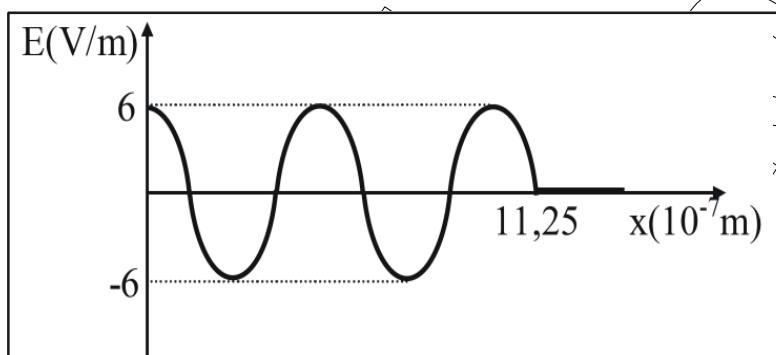
**Γ2)** Επειδή

$$\frac{t_2}{T} = \frac{9}{4} \Rightarrow t_2 = \frac{9T}{4}$$

το κύμα τη χρονική στιγμή  $t_2$  θα έχει φτάσει στη θέση

$$x_2 = \frac{9\lambda_0}{4} = 11,25 \cdot 10^{-7} \text{ m}$$

και η γραφική παράσταση της αλγεβρικής τιμής της έντασης του ηλεκτρικού πεδίου σε συνάρτηση με τη θέση  $x$  θα έχει την παρακάτω μορφή



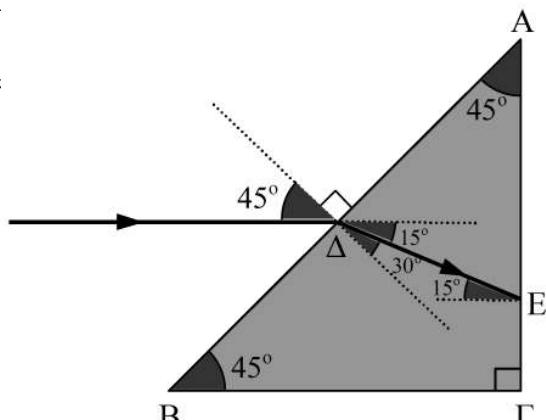
**Γ3)** Από τον νόμο του Snell για τη διάθλαση στο σημείο  $\Delta$  έχουμε:

$$1 \cdot \eta \mu 45^\circ = n \cdot \eta \mu 30^\circ \Rightarrow$$

$$\frac{\sqrt{2}}{2} = n \frac{1}{2} \Rightarrow n = \sqrt{2}$$

Άρα το μήκος κύματος στο πρίσμα θα είναι

$$\lambda = \frac{\lambda_0}{n} = \frac{5\sqrt{2}}{2} \cdot 10^{-7} \text{ m}$$



**Γ4.** Η κρίσιμη γωνία για τη διέλευση του κύματος από το πρίσμα στο κενό είναι:



$$\eta \mu \theta_{\text{crit}} = \frac{1}{n} = \frac{\sqrt{2}}{2} \Rightarrow \theta_{\text{crit}} = 45^\circ$$

Από τη γεωμετρία του σχήματος έχουμε ότι η γωνία πρόσπτωσης στο E είναι  $\theta_\pi = 15^\circ$ .

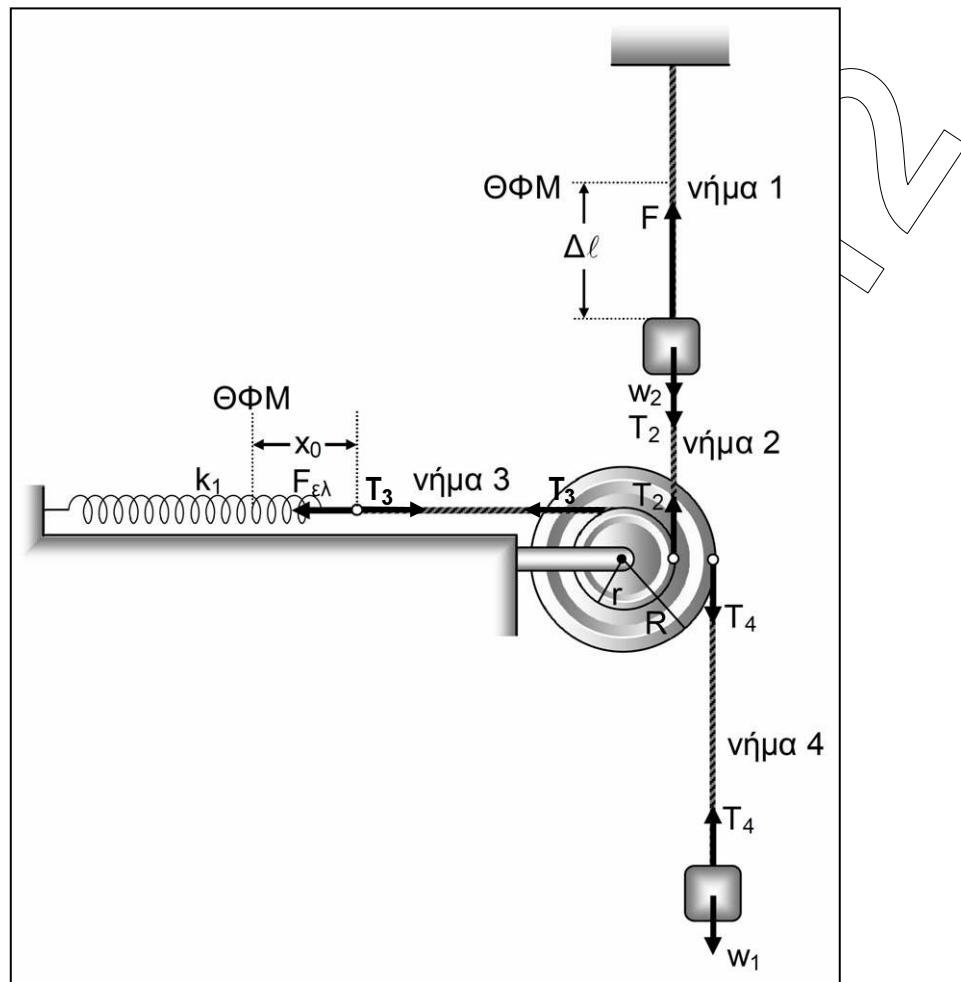
Αφού κατά την πρόσπτωση στο E είναι  $\theta_\pi < \theta_{\text{crit}}$  το κύμα θα εξέρχεται από το πρίσμα στο E.

ΕΠΑΝΑΛΗΠΤΙΚΑ ΘΕΜΑΤΑ 2012

E\_3.Φλ3ΘT(a)

**ΘΕΜΑ Δ**

Δ1.



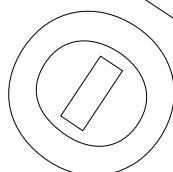
Από την ισορροπία του συστήματος έχουμε

$$\Sigma_1: \Sigma F = 0 \Rightarrow T_4 = m_1 g = 10N$$

$$\Sigma_2: \Sigma F = 0 \Rightarrow T_2 = F - W_2 = 15N$$

Ελεύθερο άκρο ελατηρίου:  $F_{\text{ελ}} = T_3$ .

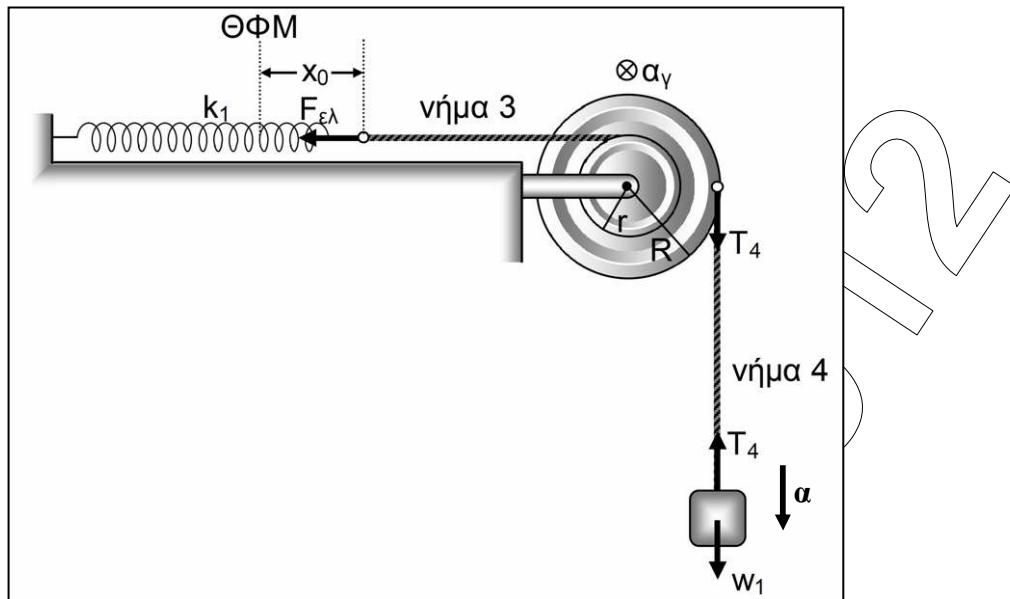
$$\text{Tροχ: } \Sigma \tau = 0 \Rightarrow T_4 R - T_2 r - F_{\text{ελ}} r = 0 \Rightarrow x_0 = 0,025m$$



## ΕΠΑΝΑΛΗΠΤΙΚΑ ΘΕΜΑΤΑ 2012

E\_3.Φλ3ΘT(a)

Δ2.



Η ροπή αδράνειας της διπλής τροχαλίας είναι

$$I_{\text{el}} = \frac{1}{2} mr^2 + \frac{1}{2} MR^2 = 0,09 \text{ kgm}^2$$

Από το θεμελιώδη νόμο για τη στροφική κίνηση της τροχαλίας έχουμε

$$\Sigma \tau = I_{\text{el}} \alpha_\gamma \Rightarrow T_4 R - k_1 x_0 r = I_{\text{el}} \alpha_\gamma \quad (1)$$

Από το θεμελιώδη νόμο για τη μεταφορικά κίνηση του  $\Sigma_1$  έχουμε

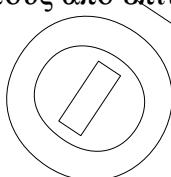
$$\Sigma F = m_1 \alpha \Rightarrow m_1 g - T_4 = m_1 \alpha \quad (2)$$

Η επιτάχυνση του  $\Sigma_1$  συνδέεται με τη γωνιακή επιτάχυνση της τροχαλίας με τη σχέση

$$\alpha = \alpha_\gamma R \quad (3)$$

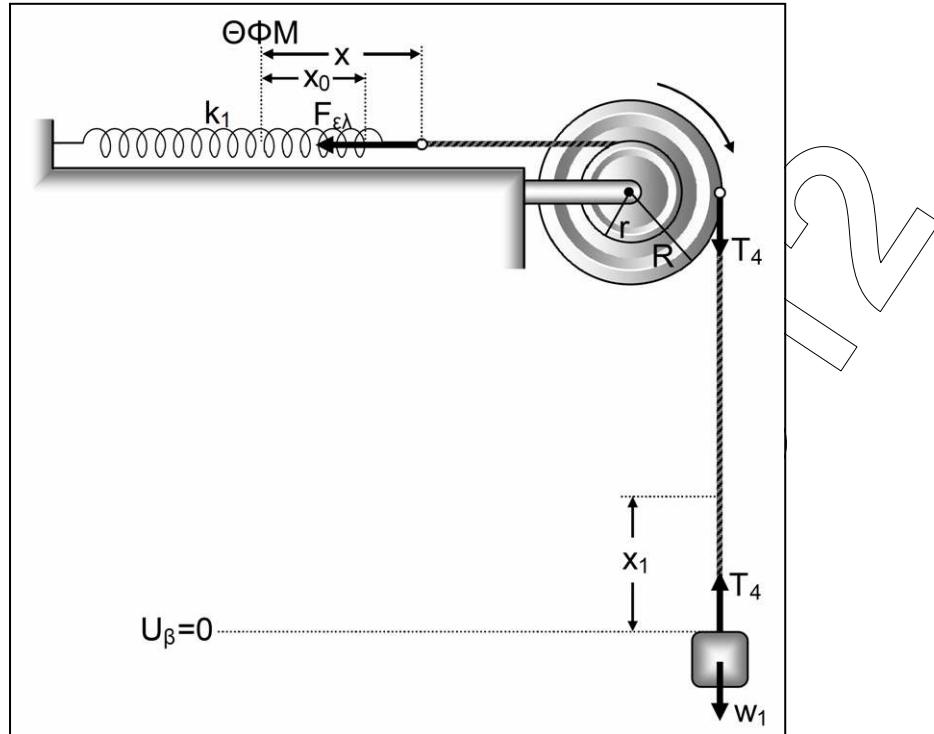
$$\text{Από τις σχέσεις (1), (2), (3) προκύπτει } \alpha_\gamma = \frac{150}{13} \text{ rad/s}^2$$

- Δ3. Μετά το κόψιμο των γήματος 2, η γωνιακή ταχύτητα της τροχαλίας και η ταχύτητα του  $\Sigma_1$  γίνονται μέγιστες όταν  $\Sigma \tau = 0$  και  $\Sigma F = 0$  αντίστοιχα και η κίνησή τους από επιταχυνόμενη μετατρέπεται σε επιβραδυνόμενη.



ΕΠΑΝΑΛΗΠΤΙΚΑ ΘΕΜΑΤΑ 2012

E\_3.Φλ3ΘT(a)



Επομένως:

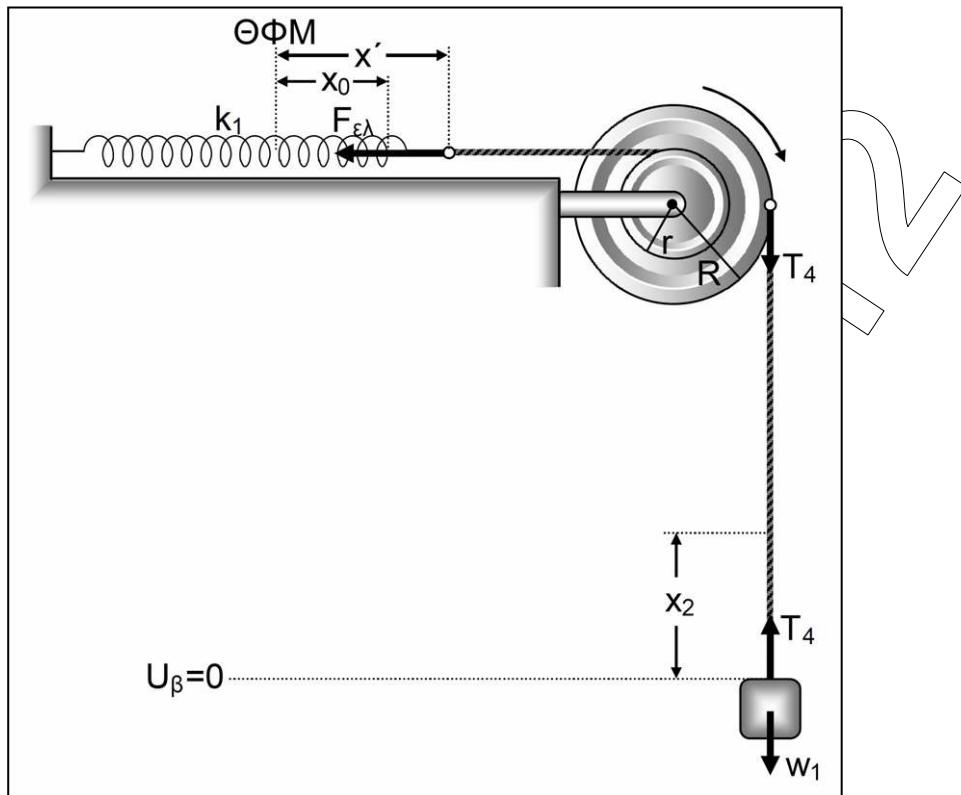
$$\begin{cases} \text{τροχ: } \Sigma \tau = 0 \Rightarrow T_4 R - k_1 x r = 0 \\ \Sigma_1: \Sigma F = 0 \Rightarrow m_1 g - T_4 = 0 \end{cases} \Rightarrow x = \frac{m_1 g R}{k_1 r} = 0,1 \text{ m}$$

Στη θέση αυτή το  $\Sigma_1$  έχει μετατοπιστεί κατά  $x_1 = 2(x - x_0) = 0,15 \text{ m}$   
 και από την Α.Δ.Μ.Ε του συστήματος έχουμε

$$K_{ap\chi} + U_{ap\chi} = K_{te\lambda} + U_{te\lambda} \Rightarrow m_1 g x_1 + U_{trōχ} + \frac{1}{2} k_1 x_0^2 = K_{te\lambda} + U_{trōχ} + \frac{1}{2} k_1 x^2 \Rightarrow$$

$$K_{te\lambda} = 0,5625 \text{ J} = K_{max}$$

Δ4.



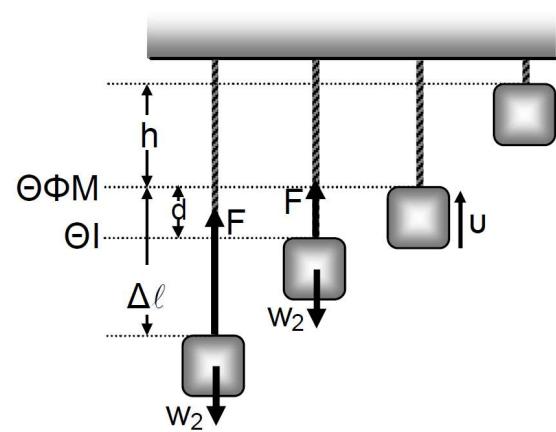
Το διάστημα  $x_2$  που θα διανύσει το σώμα μάζας  $m_1$  μέχρι να μηδενιστεί η ταχύτητά του για πρωτη φορά μετά το κόψιμο του νήματος (2) είναι

$$x_2 = 2(x' - x_0) \Rightarrow x' = x_0 + \frac{x_2}{2}$$

και από την Α.Δ.Μ.Ε του συστήματος έχουμε:

$$\begin{aligned} K_{\alpha\rho\chi} + U_{\alpha\rho\chi} &= K_{\tau\varepsilon\lambda} + U_{\tau\varepsilon\lambda} \Rightarrow m_1 g x_2 + U_{\text{τροχ}} + \frac{1}{2} k_1 x_0^2 = U_{\text{τροχ}} + \frac{1}{2} k_1 x'^2 \Rightarrow \\ m_1 g x_2 + \frac{1}{2} k_1 x_0^2 &= \frac{1}{2} k_1 \left( x_0 + \frac{x_2}{2} \right)^2 \Rightarrow \begin{cases} x_2 = 0 & \text{απορρίπτεται} \\ x_2 = 0,3 \text{ m} & \text{δεκτή} \end{cases} \end{aligned}$$

- Δ5. Μετά το κόψιμο του νήματος 2 το  $\Sigma_2$  θα αρχίσει να κινείται προς τα πάνω και μέχρι να φτάσει στη θέση φυσικού μήκους του νήματος θα εκτελεί α.α.τ με  $D = 100 \text{ N/m}$ . Για τη ΘΙ της ταλάντωσης ισχύει  $\Sigma F = 0 \Rightarrow F = m_2 g \Rightarrow 100d = m_2 g \Rightarrow d = 0,05 \text{ m}$



## ΕΠΑΝΑΛΗΠΤΙΚΑ ΘΕΜΑΤΑ 2012

E\_3.Φλ3ΘT(a)

Τη στιγμή που ξεκινά την ταλάντωσή του το  $\Sigma_2$  έχει ταχύτητα μηδέν (ΑΘ) οπότε το πλάτος της ταλάντωσης θα είναι

$$A = \Delta\ell - d = 0, 15 \text{ m}$$

Από την ΑΔΕ της ταλάντωσης στη ΘΦΜ του νήματος 1 έχουμε

$$E = K + U \Rightarrow \frac{1}{2} D A^2 = \frac{1}{2} m_2 v^2 + \frac{1}{2} D d^2 \Rightarrow v = 2 \text{ m/s}$$

Όταν το  $\Sigma_2$  υπερβεί τη ΘΦΜ και μέχρι να μηδενιστεί η ταχύτητά του για πρώτη φορά κινείται υπό την επίδραση μόνο του βάρους του (αφού το γήμα 1 δεν είναι τεντωμένο δεν ασκεί δύναμη) και από το ΘΜΚΕ έχουμε

$$K_{tel} - K_{apx} = W_w \Rightarrow -\frac{1}{2} m_2 v^2 = -m_2 g h \Rightarrow h = 0,2 \text{ m}$$

$$\text{Επομένως } x_3 = \Delta\ell + h = 0,4 \text{ m}$$

### B' Τρόπος

#### **Θ.Μ.Κ.Ε.**

$$K_{tel} - K_{apx} = W_1 - W_w \Rightarrow x_3 = 0,4 \text{ m}$$

