

**ΦΥΣ. 131**  
**Τελική Εξέταση: 7-Δεκεμβρίου-2004**

Πριν αρχίσετε συμπληρώστε τα στοιχεία σας (ονοματεπώνυμο και αριθμό ταυτότητας) στην πρώτη σελίδα των απαντήσεών σας.

**Απαντήστε και στις 13 ασκήσεις. Ολες οι ασκήσεις είναι ισοδύναμες. Σύνολο 130 βαθμοί**

Προσπαθήστε να δείξετε την σκέψη σας και να εξηγήσετε όσο το δυνατόν πιο καθαρά για ποιό λόγο κάνετε ότι γράφετε. Όπου χρειάζονται διαγράμματα δυνάμεων, ροπών ή ταχυτήτων σχεδιάστε αναλυτικά όλα τα διανύσματα που λαμβάνετε υπ'όψην.

Κάποιες ασκήσεις είναι περισσότερο απλές από άλλες. **Η σειρά των ασκήσεων δεν είναι ενδεικτική της δυσκολίας τους.** Διαβάστε όλα τα προβλήματα. Αν σε κάποιο φαίνεται να ξοδεύεται πολύ χρόνο προχωρήστε στο επόμενο πρόβλημα.

ΑΠΑΓΟΡΕΥΕΤΑΙ ΟΠΟΙΟΔΗΠΟΤΕ ΕΙΔΟΣ ΣΥΝΕΡΓΑΣΙΑΣ ΚΑΙ ΧΡΗΣΗ ΣΗΜΕΙΩΣΕΩΝ, ΒΙΒΛΙΩΝ, ΚΙΝΗΤΩΝ ή ΟΤΙΔΗΠΟΤΕ ΆΛΛΟ. ΟΙ ΠΑΡΑΒΑΤΕΣ ΘΑ ΜΗΔΕΝΙΣΤΟΥΝ ΑΥΤΟΜΑΤΑ

**Καλή Επιτυχία**

## Τύποι που μπορεί να φανούν χρήσιμοι

$$W = \vec{F} \cdot \vec{d}$$

$$E_{\text{tot}} = KE + PE$$

$$U_{\text{pot}} = mgh$$

$$U_{\text{elat}} = \frac{1}{2}kx^2$$

$$\vec{F} = -\frac{dU}{d\vec{r}}$$

$$\Delta U = - \int_{r_i}^{r_f} \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

$$W = -\Delta U$$

$$W_{\text{NC}} = \Delta KE + \Delta U$$

$$\vec{F}_{\text{el}} = -k\vec{x}$$

$$P = \frac{\Delta W}{\Delta t} = \frac{\Delta E}{\Delta t}$$

$$P = \vec{F} \cdot \vec{u}$$

$$K = \frac{1}{2}mu^2$$

$$a_{\text{kevt}} = \frac{u^2}{r}$$

$$\vec{a} = \vec{a}_{\text{kevt}} + \vec{a}_{\phi}$$

$$T = \frac{1}{f} = \frac{2\pi}{v}$$

$$u = u_0 + at$$

$$x = x_0 + u_0 t + \frac{1}{2}at^2$$

$$u^2 = u_0^2 + 2a(x - x_0)$$

$$\vec{p} = m\vec{v}$$

$$J = \Delta \vec{p}$$

$$\vec{F} = \frac{\Delta \vec{p}}{\Delta t}$$

$$\vec{P} = M\vec{v}_{\text{pm}}$$

$$\vec{p}_i = \vec{p}_f$$

$$\vec{v}_{\text{pm}} = \frac{1}{M_{\text{ok}}} \sum_i m_i v_i$$

$$\vec{v}_1 - \vec{v}_2 = -(\vec{v}'_1 - \vec{v}'_2)$$

$$E\lambda\alpha\sigma\tau : \Delta p = 0, \Delta E = 0$$

$$M\eta\epsilon\lambda\alpha\sigma\tau : \Delta p = 0, \Delta E \neq 0$$

$$g = 10 \text{ m / sec}^2$$

$$x_{\text{cm}} = \frac{1}{M_{\text{ok}}} \sum_i m_i x_i$$

$$\sum \vec{F}_{\text{ext}} = M\vec{a}_{\text{cm}}$$

$$\theta = \frac{s}{r}$$

$$1 \pi \rho i \sigma \tau \rho = 360^\circ = 2\pi \text{ ακτίνια}$$

$$\overline{\omega} = \frac{\Delta \theta}{\Delta t}$$

$$\overline{\alpha} = \frac{\Delta \omega}{\Delta t}$$

$$\omega = \omega_0 t + \alpha t$$

$$\theta = \omega_0 t + \frac{1}{2}\alpha t^2$$

$$\omega^2 = \omega_0^2 + 2\alpha\theta$$

$$v = \omega r$$

$$a_{\phi} = \alpha r$$

$$a_r = \frac{v^2}{r} = \omega^2 r$$

$$\vec{a}_{\text{pau}} = \vec{a}_{\text{ef}} + \vec{a}_r$$

$$I = \sum_i m_i r_i^2$$

$$KE_{\text{pao}} = \frac{1}{2} I \omega^2$$

$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}$$

$$\tau = r_{\text{kau}} F$$

$$\sum \vec{\tau} = I\alpha$$

$$\vec{l} = \vec{r} \times \vec{p}$$

$$\vec{L} = \sum_i \vec{l}_i$$

$$L = I\omega$$

$$A\pi\mu\mu\text{ . σύστημα} : L_i = L_f$$

$$\text{Ισορροπία} :$$

$$\sum F_{\text{ezot}} = 0 \quad \Sigma \tau_{\text{ez}} = 0$$

$$T^2 = \left( \frac{4\pi^2}{GM_H} \right) r^3$$

$$g = \frac{F_g}{m}$$

$$U = -\frac{Gm_1 m_2}{r}$$

$$E = \frac{1}{2} m v^2 - \frac{GMm}{r}$$

$$v_{\text{diaf}} = \sqrt{\frac{2GM_{\eta}}{R_{\eta}}}$$

$$G = 6.6726 \cdot 10^{-11} N \cdot m^2 / kg^2$$

$$R_{\eta} = 6.4 \cdot 10^3 Km$$

$$M_{\eta} = 5.97 \cdot 10^{24} kg$$

$$y = A \sin[\frac{2\pi}{\lambda}(x - vt)]$$

$$y = A \sin(kx - \omega t)$$

$$v = \frac{\lambda}{T} = \lambda f$$

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

$$\omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi f$$

$$\overline{P} = \frac{1}{2} \mu \omega^2 A^2 v$$

$$v = \sqrt{\frac{B}{\rho}}$$

$$v = \sqrt{\frac{T}{\mu}}$$

$$s(x,t) = s_{\max} \cos(kx - \omega t)$$

$$\Delta P = \Delta P_{\max} \sin(kx - \omega t)$$

$$\Delta P_{\max} = \rho v \omega s_{\max}$$

$$I = \frac{1}{2} \rho v (\omega s_{\max})^2$$

$$\beta = 10 \log\left(\frac{I}{I_0}\right)$$

$$f' = \left( \frac{v \pm v_0}{v \mp v_0} \right) f$$

$$\sigma\tau\alpha\sigma\mu\alpha \text{ κύματα} :$$

$$y = (2A \sin kx) \cos \omega t$$

$$f_n = \frac{n}{2L} \sqrt{\frac{T}{\mu}} \quad n = 1,2,3,\dots$$

$$f_n = n \frac{v}{2L} \quad n = 1,2,3,\dots$$

$$x = A \cos(\omega t + \phi)$$

$$T = 2\pi / \omega$$

$$v = \frac{dx}{dt} = -\omega A \sin(\omega t + \phi)$$

$$a = \frac{dv}{dt} = -\omega^2 A \sin(\omega t + \phi)$$

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

$$K = \frac{1}{2} mv^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 A^2 \sin^2(\omega t + \phi)$$

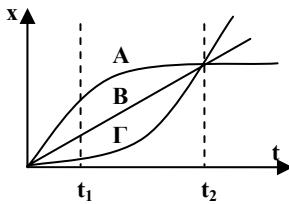
$$U = \frac{1}{2} kx^2 = \frac{1}{2} kA^2 \cos^2(\omega t + \phi)$$

$$E = \frac{1}{2} kA^2$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{mgd}}$$

1. Το παρακάτω διάγραμμα περιγράφει τρεις καμπύλες θέσης – χρόνου για την μονοδιάστατη κίνηση μιας μάζας  $m$ . Και στις τρεις περιπτώσεις η μάζα είναι ίδια. Ταξινομείστε τις καμπύλες (σε φθίνουσα σειρά) σύμφωνα με το καθαρό έργο που παράγεται στη μάζα  $m$  μεταξύ  $t_1$  και  $t_2$ . (10β)

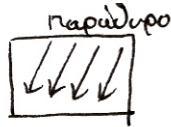
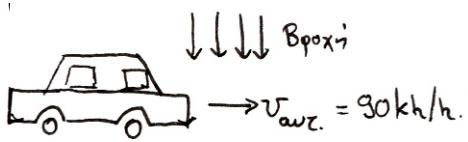


Η κίνηση κάθε καμπύλης στα σημεία  $t_1$  &  $t_2$  θίνει την ταχύτητα στη μάζα & καθές περιπτωση.

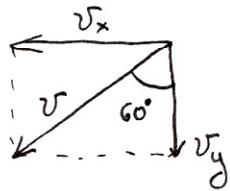
Η μεταβολή στην κινητική ενέργεια θα δώσει το έργο που παράγεται σει κάτια:

$$\left. \begin{array}{l} v_f^r >> v_i^r \\ v_B^f = v_B^i \\ v_A^f \ll v_A^i \end{array} \right\} \Rightarrow \boxed{W_c^r > W_B > W_A}$$

2. Σταγόνες βροχής πέφτουν ευθύγραμμα προς τα κάτω. Όταν παρατηρούνται μέσα από ένα αυτοκίνητο που ταξιδεύει με ταχύτητα  $90 \text{ Km/h}$ , οι σταγόνες χτυπούν στο πλαινό παράθυρο του αυτοκινήτου με γωνία  $60^\circ$  με την κατακόρυφο. Βρείτε την ταχύτητα με την οποία πέφτουν οι σταγόνες της βροχής. (10 β)



Βρέπονται τις σταγόνες  
μέσα από το αυτοκίνητο  
προσβαίνουν να έχουν οριζόντια  
ταχύτητα  $90 \text{ km/h}$ , διότι η ταχύτητα  
του αυτοκινήτου



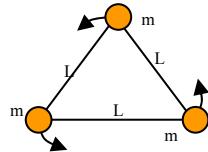
Η γωνία που σχηματίζουν οι σταγόνες της βροχής είναι  $60^\circ$   
με την κατακόρυφο.

Επομένως:

$$\begin{aligned} v \sin \theta &= v_x \\ v \cos \theta &= v_y \end{aligned} \quad \left\{ \Rightarrow \tan \theta = \frac{v_x}{v_y} \Rightarrow v_y = \frac{v_x}{\tan \theta} \Rightarrow \right.$$

$$\Rightarrow v_y = \frac{90}{\tan 60} \Rightarrow \boxed{v_y = 51.96 \text{ km/h}}$$

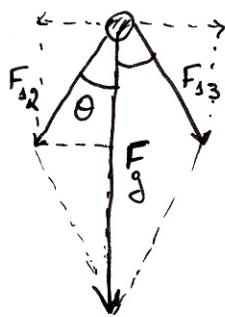
3. Τρεις ίσες μάζες στο χώρο περιστρέφονται σε μια σταθερή κατάσταση με την κεντρομόλο επιτάχυνση να προσφέρεται εξαιτίας της αμοιβαίας έλξης τους, όπως στο σχήμα. Να βρεθεί η ταχύτητά τους. (10β)



Η συνισταίνουσα δύναμη προέρχεται από την αμοιβαία έλξη των τριών μαζών.

Η δύναμη αυτή παίζει σαράντα στο πόδι της κεντρομόλος διαδικασίες συνισταίνονταν τριών μαζών.

Αν εξετασθεί στη μέση των δρισκελεστών κατευθυνθεί τα σχρόνια, τότε οι δυνάμεις παραγόντας θα είναι:



Επειδή τα σχρόνια είναι ισόπλευρα η γωνία  $\Theta = 30^\circ$

$$\text{Έποικευση: } F_{12} = F_{13} = \frac{G m m}{L^2} = \frac{G m^2}{L^2}$$

$$\vec{F}_g = \vec{F}_{12} + \vec{F}_{13} \Rightarrow F_g = 2 F_{12} \cos \Theta = 2 \frac{G m^2}{L^2} \cos \Theta. \quad (1)$$

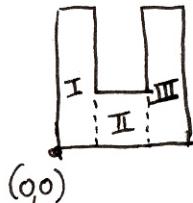
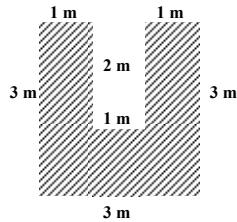
Η δύναμη αυτή δίνει την κεντροφορία:  $F_g = \frac{m v^2}{r} \quad (2)$   
όπου  $r$  είναι το κέντρο των σχρόνων:  $r = \frac{L/2}{\cos \Theta}$



$$\text{Από (1) \& (2) } \Rightarrow 2 \frac{G m^2}{L^2} \cos \Theta = \frac{m v^2}{L/2} \cos \Theta \Rightarrow v = \sqrt{\frac{G m}{L}}$$

4. Το ομοιόμορφο φύλο του ξύλου του σχήματος έχει μάζα 20Kg. Να βρεθεί το κέντρο μάζας του.

(Το φύλο του ξύλου να θεωρηθεί επίπεδο, δηλαδή με αμελητέο πάχος)



$$\text{Από συκιντερία το } x_{cm} = 1.5 \text{ m}$$

Θεωρούμε ότι αρχή του συστήματος γενεταιρίεντες το αριστερό κάτω άκρο του φύλου.

Για να δείξω ότι η θέση της κοινάς CM του συστήματος θεωρούμε το CM των τριών τριγωνών που περιβάλλονται από την ίδια έκταση. Επομένως τα τρία τριγωνά που περιβάλλονται από την ίδια έκταση έχουν ίση μάζα  $m = A \cdot \rho$  όπου  $A$  το επιβαθμίδα της έκτασης και  $\rho$  η επιφανειακή πυκνότητα.

Επομένως θα έχουμε:

$$m_I = A_I \cdot \rho = L \cdot \frac{L}{3} \cdot \rho = \frac{L^2}{3} \rho$$

$$y_{cm}^I = \frac{L}{2}$$

$$y_{cm} = \frac{m_I y_{cm}^I + m_{II} y_{cm}^{II} + m_{III} y_{cm}^{III}}{m_I + m_{II} + m_{III}} \Rightarrow$$

$$m_{II} = A_{II} \cdot \rho = \frac{L}{3} \cdot \frac{L}{3} \rho = \frac{L^2}{9} \rho$$

$$y_{cm}^{II} = \frac{L}{6}$$

$$m_{III} = A_{III} \rho = L \cdot \frac{L}{3} \rho = \frac{L^2}{3} \rho$$

$$y_{cm}^{III} = \frac{L}{2}$$

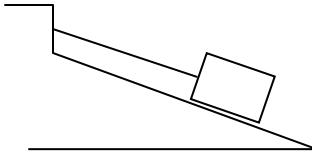
$$y_{cm} = \frac{\frac{L^2}{3} \rho \cdot \frac{L}{2} + \frac{L^2}{9} \rho \cdot \frac{L}{6} + \frac{L^2}{3} \rho \cdot \frac{L}{2}}{\frac{L^2}{3} \rho + \frac{L^2}{9} \rho + \frac{L^2}{3} \rho} \Rightarrow$$

$$y_{cm} = \frac{L \left( \frac{1}{6} + \frac{1}{6 \cdot 9} + \frac{1}{6} \right)}{\frac{1}{3} \left( 2 + \frac{1}{3} \right)} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow y_{cm} = \frac{L \cdot \frac{1}{6} \left( 2 + \frac{1}{9} \right)}{\frac{1}{3} \cdot \frac{7}{3}} = - \frac{\frac{19L}{54}}{\frac{14}{9}} \Rightarrow y_{cm} = \frac{19L}{3 \cdot 14} \quad \left. \begin{array}{l} \\ \\ \end{array} \right\} \Rightarrow y_{cm} = \frac{19}{14} \Rightarrow L = 3m$$

$$\Rightarrow \boxed{y_{cm} = 1.357m}$$

5. Ένα τούβλο μάζας  $M$ , που συγκρατείται από μιά χορδή, βρίσκεται σε κατάσταση ηρεμίας πάνω σε ένα κεκλιμένο επίπεδο που σχηματίζει γωνία  $\theta$  με την οριζόντια διεύθυνση. Το μήκος της χορδής είναι  $L$  και η μάζα της  $m \ll M$ . Να βρεθεί μιά έκφραση για το χρονικό διάστημα που απαιτήται για ένα εγκάρσιο κύμα να διανύσει την απόσταση από το ένα άκρο της χορδής στο άλλο. (10 β)

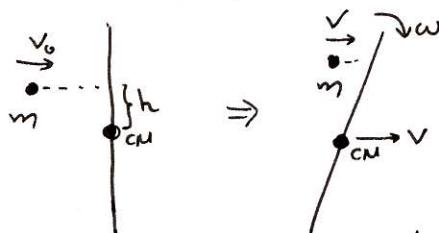
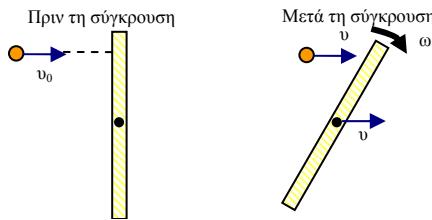


Η τάση της χορδής είναι  $\Sigma F_x = 0 \Rightarrow T - Mg \sin \theta = 0 \Rightarrow T = Mg \sin \theta$

$$v = \sqrt{\frac{T}{\mu}} = \sqrt{\frac{Mg \sin \theta}{\mu}} \Rightarrow v = \sqrt{\frac{MgL \sin \theta}{m}}$$

$$\Delta t = \frac{L}{v} = \boxed{L \sqrt{\frac{m g L \sin \theta}{m}}}^{-1} \Rightarrow \boxed{\Delta t = \sqrt{\frac{m L}{M g \sin \theta}}}$$

6. Μια μπάλα μάζα  $m$  κινείται με ταχύτητα  $v_0$  της οποίας η διεύθυνση είναι κάθετη σε μια ξύλινη βέργα μάζας  $m$  και μήκους  $L$ , που αρχικά ηρεμεί. Σε ποιό σημείο της βέργας θα πρέπει να συγκρουστεί ελαστικά η μπάλα με την βέργα, έτσι ώστε η μπάλα και το κέντρο της βέργας να έχουν ίσες ταχύτητες μετά την σύγκρουση. (10β) (Η ροπή αδράνειας της βέργας ως προς το κέντρο μάζας της είναι  $I=1/12ML^2$ )



Έχουμε 3 αγνώστους:  $v, \omega, h$

Έχουμε δύος 3 εξισώσεων από Μασιγρηση  $E, P, L$

$$\text{Μασιγρησης ορκις: } m v_0 = m v + m v \Rightarrow \boxed{v = \frac{v_0}{2}} \quad (1)$$

$$\text{Μασιγρηση ενεργειας: } \frac{1}{2} m v_0^2 = \frac{1}{2} m v^2 + \left[ \frac{1}{2} m v^2 + \frac{1}{2} I \omega^2 \right] \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} \stackrel{(1)}{\Rightarrow} \frac{1}{2} m v_0^2 &= \frac{1}{2} m \frac{v_0^2}{4} + \frac{1}{2} m \frac{v_0^2}{4} + \frac{1}{2} I \omega^2 \Rightarrow \\ \Rightarrow \frac{1}{2} m v_0^2 &= \frac{1}{2} \frac{1}{12} m L^2 \omega^2 \Rightarrow \omega^2 = 6 \left( \frac{v_0}{L} \right)^2 \Rightarrow \\ \Rightarrow \boxed{\omega = \sqrt{6} \frac{v_0}{L}} \quad (2) \end{aligned}$$

Διασιρηση σφροφορησης: (χώρα από το αρχικό κίνηση στη βέργα)

$$m v_0 h = m \left( \frac{v_0}{2} \right) h + [I \omega + 0] \quad \text{αφού το CM της βέργας διένεγκει}$$

σφροφορηση σχετικά με την αρχική  
θέση των κίνησης μέσας (περίπλοκα από  
το σημείο περισφροφής)

$$\Rightarrow \cancel{\frac{m v_0 h}{2}} = \frac{1}{6} m L^2 \left( \sqrt{6} \frac{v_0}{L} \right) \Rightarrow h = \frac{1}{6} \sqrt{6} L \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \boxed{h = \frac{L}{\sqrt{6}}}$$

7. Μια συμπαγής κατασκευή αποτελείται από ένα λεπτό στεφάνι ακτίνας  $R$  και μάζας  $m$  εξαρτώμενο από μια λεπτή ράβδο μάζας  $m$  και μήκους  $2R$ . Η κατασκευή αρχικά είναι στην κατακόρυφη θέση και σε κατάσταση ηρεμίας (όπως στο σχήμα). Δίνοντας μιά απειροστή ώθηση από πίσω η κατασκευή αρχίζει να περιστρέφεται γύρω από τον οριζόντιο άξονα. Ποια είναι η γωνιακή ταχύτητα καθώς περνά από την αντιδιαμετρική θέση; (Κατασκευή στην κατακόρυφη θέση αλλά προς τα κάτω). Η ροπή αδράνειας μιας ράβδου ως προς το κέντρο μάζας της είναι  $I_{\text{ραβ}} = 1/12 ML^2$  ενώ η ροπή αδράνειας ενός στεφανιού ως προς το CM είναι  $I_{\text{στ}} = 1/2 MR^2$ . (10 β)



$$I_{\text{ράβδου}} = I_{\text{ράβδου}}^{CM} + mR^2 = \frac{1}{12}m(2R)^2 + mR^2 = \frac{1}{3}mR^2 + mR^2 \Rightarrow I_{\text{ράβδου}} = \frac{4}{3}mR^2 \quad (1)$$

$$I_{\text{στεφ}} = I_{\text{στεφ}}^{CM} + m(2R+R)^2 = \frac{1}{2}mR^2 + m9R^2 \Rightarrow I_{\text{στεφ}} = \frac{19}{2}mR^2 \quad (2)$$

$$y_{CM} = \frac{\gamma R + \gamma(2R+R)}{2\gamma} \Rightarrow y_{CM} = \frac{4R}{2} \Rightarrow y_{CM} = 2R \quad (3)$$

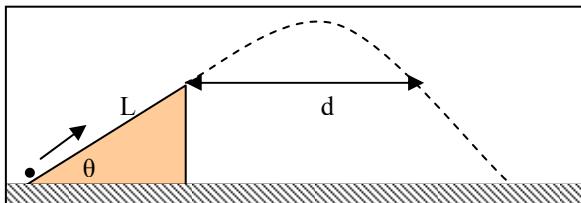
$$I_{\text{κατασκ.}} = I_{\text{ράβδου}} + I_{\text{στεφ}} \stackrel{(1)+(2)}{\Rightarrow} I_{\text{κατασκ.}} = \frac{65}{6}mR^2 \quad (4)$$

Από Συστήματα της ενέργειας θα έχουμε:

$$\begin{aligned} E_{\text{κιν}}^i + \mathcal{V}_g^i &= E_{\text{κιν}}^f + \mathcal{V}_g^f \Rightarrow 0 + 2mg y^{CM} = E_{\text{κιν}}^f - 2mg y^{CM} \Rightarrow \\ &\Rightarrow \frac{1}{2}I\omega^2 = 2mg y^{CM} + 2mg y^{CM} \Rightarrow \\ &\stackrel{(4), (3)}{\Rightarrow} \frac{1}{2} \frac{65}{6} \gamma R^2 \omega^2 = 4\gamma g 2R \Rightarrow \omega^2 = \frac{96}{65} \frac{g}{R} \Rightarrow \\ &\Rightarrow \boxed{\omega = \sqrt{\frac{96}{65} \frac{g}{R}}} \end{aligned}$$

8. Ένα κανόνι όταν στοχεύει κατακόρυφα προς τα πάνω, παρατηρείται ότι ρίχνει μια οβίδα σε ένα μέγιστο ύψος  $L$ . Μια άλλη οβίδα ρίχνεται αργότερα με την ίδια ταχύτητα, αλλά αυτή τη φορά το κανόνι σημαδεύει κατά μήκος ενός κεκλιμένου επιπέδου, μήκους  $L$ , και γωνίας κλίσεως  $\theta$ . Ποια πρέπει να 'ναι η γωνία ώστε η οβίδα να διανύσει την μεγαλύτερη οριζόντια απόσταση  $d$ , την στιγμή που επιστρέφει στο ύψος της κορυφής του κεκλιμένου επιπέδου; (10 β)

(Αν δεν έχετε χρόνο μπορείτε να αφήσετε την απάντησή σας μέχρι το σημείο της εξίσωσης ως προς τη γωνία χωρίς να τη λύσετε.)



Βρίσκουμε πρώτα την αρχική ταχύτητα : (από την κατακόρυφη θολή)

$$\frac{1}{2} \gamma v_0^2 = \gamma g L \Rightarrow \boxed{v_0 = \sqrt{2gL}} \quad (1)$$

Βρίσκουμε τώρα την ταχύτητα στην κορυφή του κεντρικού επιπέδου :

Από διατύπωση της ενέργειας :

$$\frac{1}{2} \gamma v^2 = \frac{1}{2} \gamma v^2 + \gamma g (L \sin \theta) \Rightarrow v^2 = v_0^2 - 2gL \sin \theta \stackrel{(1)}{\Rightarrow} v^2 = 2gL - 2gL \sin \theta \Rightarrow \boxed{v^2 = 2gL(1 - \sin \theta)} \quad (2)$$

Από το επίπεδο αυτό έχουμε θολή με αρχική ταχύτητα  $v$  και γωνία  $\theta$ .

Ο χρόνος για το μέγιστο ύψος είναι :  $t = \frac{v \sin \theta}{g} \Rightarrow$  ολικός χρόνος  $= \frac{2V_y}{g} = \frac{2v \sin \theta}{g} = t_2$

Επομένως η απόσταση  $d$  είναι  $d = V_x t_2 = (V \cos \theta) \left( \frac{2v \sin \theta}{g} \right) \Rightarrow d = \frac{2v^2 \sin \theta \cos \theta}{g}$

Αντικαθιστώντας από την (2)  $\Rightarrow d = \frac{2(2gL(1 - \sin \theta)) \sin \theta \cos \theta}{g} \Rightarrow d = 4L(1 - \sin \theta) \sin \theta \cos \theta$

Μεγιστοποιούμε την  $d$  συναρτώντας την  $\theta$  :  $\Rightarrow d \propto \sin \theta \cos \theta - \sin^2 \theta \cos \theta \Rightarrow$

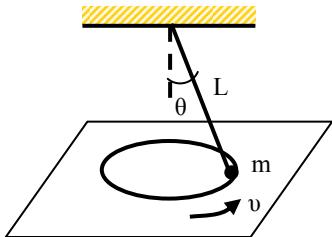
$$\Rightarrow 0 = \frac{d}{d\theta} (\sin \theta \cos \theta - \sin^2 \theta \cos \theta) = -\sin^2 \theta + \cos^2 \theta + \sin^3 \theta - 2\sin \theta \cos^2 \theta \Rightarrow$$

$$0 = -\sin^2 \theta + (1 - \sin^2 \theta) + \sin^3 \theta - 2\sin \theta (1 - \sin^2 \theta) \Rightarrow 0 = 3\sin^3 \theta - 2\sin^2 \theta - 2\sin \theta + 1 \Rightarrow$$

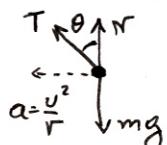
$$\Rightarrow (\sin \theta - 1)(3\sin^2 \theta + \sin \theta - 1) \Rightarrow \begin{array}{l} \sin \theta = 1 \\ \text{ή} \quad \sin \theta = \frac{-1 \pm \sqrt{1+4 \cdot 3}}{6} = \frac{-1 \pm \sqrt{13}}{6} \end{array} \begin{array}{l} \xrightarrow{\frac{-1-\sqrt{13}}{6} \text{ απο.}} \\ \xrightarrow{\frac{-1+\sqrt{13}}{6} \approx 0.43} \end{array}$$

$$\Rightarrow \boxed{\theta = 25.7^\circ}$$

9. Μια μάζα  $m$  είναι εξαρτημένη από ένα νήμα αμελητέου βάρους. Το μήκος του νήματος είναι  $L$ . Η μάζα διαγράφει κυκλική τροχιά πάνω σε λείο οριζόντιο τραπέζι, όπως δείχνει το σχήμα. Αν το νήμα σχηματίζει πάντοτε γωνία  $\theta$  ως προς την κατακόρυφο, και αν η μάζα κινείται με ταχύτητα  $v$ , ποια είναι η κάθετη δύναμη από το τραπέζι στην μάζα; Για ποια τιμή της ταχύτητας  $v$  της μάζας, η κάθετη δύναμη είναι μηδέν; (10 β)



Διαγραφή ελεύθερου σώματος:

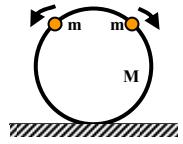


$$F_x = ma_x \Rightarrow T \sin \theta = m \frac{v^2}{r} = m \frac{v^2}{L \sin \theta} \Rightarrow T = \frac{m v^2}{L \sin^2 \theta} \quad (1)$$

$$\begin{aligned} F_y = ma_y \Rightarrow T \cos \theta + N - mg &= 0 \Rightarrow \\ \Rightarrow N &= mg - T \cos \theta \stackrel{(1)}{\Rightarrow} N = mg - \frac{m v^2}{L \sin^2 \theta} \cos \theta \end{aligned}$$

$$\text{Όταν } N=0 \Rightarrow mg = \frac{m v^2}{L} \frac{\cos \theta}{\sin^2 \theta} \Rightarrow v = \sqrt{\frac{gL \sin^2 \theta}{\cos \theta}} \Rightarrow v = \sqrt{gL \sin \theta \tan \theta}$$

10. Δύο χάντρες μάζας  $m$  είναι τοποθετημένες στο εσωτερικό της κορυφής ενός λείου στεφανιού μάζας  $M$  και ακτίνας  $R$ , το οποίο στέκεται κατακόρυφο στο έδαφος. Οι χάντρες δέχονται απειροστές ωθήσεις (η ώθηση δεν προσδίδει οποιαδήποτε ενέργεια) και αρχίζουν να γλιστρούν πάνω στο στεφάνι προς τα κάτω, η μια αριστερά και η άλλη δεξιά. Ποια είναι η μικρότερη τιμή του λόγου  $m/M$  για την οποία το στεφάνι θα σηκωθεί από το έδαφος κάποια στιγμή κατά την διάρκεια της κίνησης των δύο χαντρών. (10β)



Έστω  $N$ , Σύνολη που αποτελείται από τα στεφάνια σε μια χάρτρα (Θίγους θεωρούμε εγκαίρως προς το κέντρο του στεφανού).



$$N + mg \cos\theta = \frac{mv^2}{R}$$

$\left. \begin{array}{l} \\ \Rightarrow N + mg \cos\theta = \frac{2mg(1-\cos\theta)R}{R} \end{array} \right\} \Rightarrow$   
 Διατηρηση της ενέργειας  $\Rightarrow \frac{1}{2}mv^2 = mg(1-\cos\theta)R$   
 $\Rightarrow N = mg(2 - 3\cos\theta)$  (1)

Σύμφωνα με το 3<sup>ο</sup> νόμο των Newton αυτή η δύναμη ακριβώς προς τα έξω είναι γεράφωνε

Αφοι έχουν 2 χάρτες σε ευθυγερικές δίεσις κάθε φορά, η διατάξη αυτή που

$$\text{ακοίται στο γερέφων, όπου είναι } \vec{N}_{0j} = \vec{N}_1 + \vec{N}_2 \stackrel{(1)}{\Rightarrow} N_{0j} = 2N_1 \cdot \cos\theta \Rightarrow \\ \Rightarrow \boxed{N_{0j} = 2mg(2 - 3\cos\theta)\cos\theta} \quad (2)$$

Για να εγκωδεί το στρέφαν, θα πρέπει η  $N_{0j} \geq M_0$   $\Rightarrow$

$$\Rightarrow \frac{m}{\mu} \geq \frac{1}{4\cos\theta - 6\cos^2\theta}. \quad (3)$$

Εποκένως θα πρέπει να λεγεται ότι το δεύτερο μέρος της συνάρτησης είναι  $f(\theta) = 4\cos\theta - 6\cos^2\theta$ . Εγεννώντας την πρώτη συνάρτηση έχουμε  $f'(\theta) = \cancel{-4\sin\theta} + 12\sin\theta\cos\theta = 0$ . Στη συνέχεια θα πρέπει να λεγεται ότι  $-4\sin\theta(1-3\cos\theta) = \cancel{0}$ .

Τροφανώς η ίδιη  $\sin \Theta = 0 \Rightarrow \Theta = 0^\circ$ . Σεν ισχύει αφού είναι στην αρχική θέση

Ezgi:

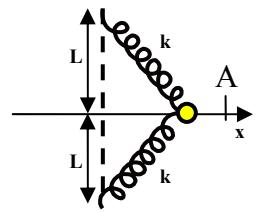
$$1 - 3 \cos \theta = 0 \Rightarrow \cos \theta = \frac{1}{3} \Rightarrow \boxed{\theta = 70.53^\circ}$$

Antinadictiores seiv (3) =>

$$\frac{m}{M} \geq \frac{1}{4 \frac{1}{3} - \cancel{\frac{2}{3}} \frac{1}{3}} \Rightarrow \boxed{\frac{m}{M} \geq \frac{3}{2}}$$

11. Ένα σωματίδιο είναι εξαρτημένο μεταξύ 2 όμοιων ελατηρίων πάνω σε οριζόντιο λείο τραπέζι. Και τα 2 ελατήρια έχουν σταθερά ελατηρίου  $K$ , και αρχικά βρίσκονται στο φυσικό τους μήκος. Αν το σωματίδιο τραβηγχεί κατά απόσταση  $x$  κατά μήκος της διεύθυνσης κάθετης στην αρχική κατάσταση των 2 ελατηρίων (δείτε το σχήμα), να δειχθεί ότι η δύναμη που αναπτύσσεται από τα ελατήρια πάνω στο σώμα δίνεται

από τη σχέση  $\vec{F} = -2Kx \left(1 - \frac{L}{\sqrt{x^2 + L^2}}\right) \hat{i}$  (5 β). Να βρεθεί το έργο που παράγεται από την δύναμη ελατηρίου για να κινηθεί το σωματίδιο από τη θέση  $A$  στο  $x=0$ . (5 β)



To νέο βίκος κάθε εικρεφούς είναι :  $\sqrt{x^2 + L^2}$

επομένως η επικίνδυνη ταύτη είναι :  $\sqrt{x^2 + L^2} - L$

Από το νόμο του Hooke η δύναμη που ασπείται πάνω στη μήτρα είναι:

$F = k(\sqrt{x^2 + L^2} - L)$ . Η δύναμη αυτή έχει φορά προς το αντίστοιχο άκρο των ελαστηρίου.

Η γ-συνιστώσα της δύναμης κάθε ελαστηρίου έχει το ίδιο μέτρο και αντίστοιχη φορά τις αποτελεσματικές συνιστατικές στην γεωδινική να είναι  $\sum F_y = 0$ .

Προεδρίαστε τις x-συνιστώσες θα έχουμε:

$$\sum F_x = F_x^1 + F_x^2 \Rightarrow \sum F_x = 2F_x^1 \Rightarrow \sum F_x = -2\hat{i}(\sqrt{x^2 + L^2} - L) k \cdot \cos\theta \Rightarrow$$

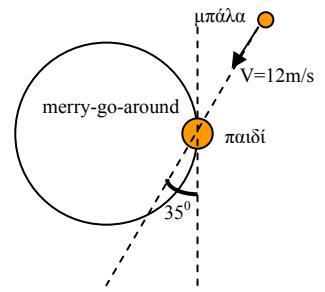
$$\Rightarrow \sum F_x = -2\hat{i}(\sqrt{x^2 + L^2} - L) k \frac{x}{\sqrt{x^2 + L^2}} \Rightarrow \boxed{\sum F_x = -2\hat{i}\left(1 - \frac{L}{\sqrt{x^2 + L^2}}\right) k x}$$

To έργο που παράγεται θα είναι :

$$W = \int_A^0 F_x \cdot dx = \int_A^0 -2kx \hat{i}\left(1 - \frac{L}{\sqrt{x^2 + L^2}}\right) dx = -\int_A^0 2kx dx + \int_A^0 \frac{2kLx}{\sqrt{x^2 + L^2}} dx \Rightarrow$$

$$\Rightarrow W = -2k \frac{x^2}{2} \Big|_A^0 + kL \frac{\sqrt{x^2 + L^2}}{1/2} \Big|_A^0 \Rightarrow W = +KA^2 + 2kL^2 + 2kL\sqrt{A^2 + L^2}$$

12. Ένα παιδί μάζας 30 Kg στέκεται επάνω και στην άκρη ενός ακίνητου merry-go-around μάζας 100 Kg και ακτίνας 2.0m. Η ροπή αδράνειας του merry-go-around γύρω από τον άξονα περιστροφής του είναι  $150 \text{ Kg} \cdot \text{m}^2$ . Το παιδί πιάνει μια μπάλα μάζας 1Kg που του πέταξε μια φίλη του. Ακριβώς πριν πιάσει την μπάλα, η μπάλα είχε οριζόντια ταχύτητα 12m/s και η διεύθυνσή της σχηματίζε γωνία  $35^\circ$  με την εφαπτομένη του merry-go-around στο σημείο που βρίσκεται το παιδί (όπως στο σχήμα). Θυμηθείτε ότι η ροπή αδράνειας ενός δίσκου γύρω από το κέντρο μάζας του είναι  $I = 1/2 MR^2$ .



(α) Ποια είναι η στροφορμή της μπάλας γύρω από ένα άξονα που περνά από το κέντρο του merry-go-around και κάθετο σ' αυτό. (4β)

(β) Ποια είναι η γωνιακή ταχύτητα του merry-go-around ακριβώς τη στιγμή που το παιδί έπιασε την μπάλα σε 2 περιπτώσεις:

(1) Αν το παιδί θεωρηθεί σαν ένα υλικό σημείο αμελητέας μάζας (3β) και

(2) Το παιδί θεωρηθεί σαν ένα υλικό σημείο με μάζα 30Kg. (3β)

$$(a) : \vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \vec{r} \times m\vec{v} = r m v \sin \theta \Rightarrow L = 2(1)(12) \sin(125) = 24 \cos 35^\circ \approx 20 \text{ kg m}^2/\text{s}$$

(b) : Το παιδί είναι χωρίς λιμόνα :

$$\text{Αφού } \tau^{\epsilon f} = \phi \Rightarrow d\omega = \phi \Rightarrow L^i = L^f \Rightarrow 20 = I_m \cdot \omega + I_{\text{μπάλα}} \cdot \omega \Rightarrow$$

$$\Rightarrow 20 = (150 + m_{\text{μπ}} \cdot r^2) \omega \Rightarrow \boxed{\omega = \frac{20}{154} \text{ rad/sec}} \quad \begin{array}{l} \text{προσ ση φορά} \\ \text{των δευτερών.} \end{array}$$

Το παιδί έχει λιμόνα :

Αφού  $\tau^{\epsilon f} = \phi$  ίσως και προγραμμάτισμα :

$$20 = (I_{\text{μπάλα}} + I_{\text{παιδ}} + I_{\text{merry}}) \omega \Rightarrow \omega = \frac{20}{(150 + 30 \cdot 4 + 4 \cdot 1)} = \frac{20}{274} \Rightarrow$$

$$\boxed{\omega = \frac{20}{274} \text{ rad/sec}} \quad \begin{array}{l} \text{προσ ση φορά} \\ \text{των δευτερών.} \end{array}$$

13. Γονείς που περιμένουν παιδί είναι ενθουσιασμένοι όταν ακούνε τους παλμούς της καρδιάς του αγέννητου ακόμα παιδιού τους όπως αποκαλύπτεται από μια ultra-sound συσκευή. Υποθέστε ότι το καρδιακό τοίχωμα του εμβρύου κάνει απλή αρμονική ταλάντωση με πλάτος ταλάντωσης  $1.8\text{mm}$  και συχνότητα  $115$  σφιγμούς το λεπτό. (a) Βρείτε την μέγιστη γραμμική ταχύτητα του καρδιακού τοιχώματος. (2 β). (β) Υποθέστε ότι ο ανιχνευτής της κίνησης του εμβρύου όταν είναι σε επαφή με την κοιλιά της μέλουσας μητέρας παράγει ηχητικά σήματα συχνότητας  $2 \cdot 10^6 \text{ Hz}$ , τα οποία διαδίδονται διαμέσου του μαλακού ιστού με ταχύτητα  $1.5 \text{ km/s}$ . Ποιά είναι η συχνότητα με την οποία αντιλαμβάνονται από την καρδιά του εμβρύου; (4 β) (γ) Βρείτε τη μέγιστη συχνότητα του ήχου που λαμβάνει ο ανιχνευτής κίνησης (4 β).

$$(a) \quad \omega = 2\pi f = 2\pi \left( \frac{115/\text{min}}{60.\text{s}/\text{min}} \right) = 12. \text{ rad/sec}$$

$$v_{\max} = \omega A = (12.0 \text{ rad/s}) (1.8 \cdot 10^{-3}) \Rightarrow \boxed{v_{\max} = 0.0217 \text{ m/s}}$$

- (β) Το τοίχωμα της καρδιάς είναι ένας κινούμενος παραγγρήγερος :

$$f' = f \left( \frac{v + v_k}{v} \right) = (2, 10^6) \frac{1500 + 0.0217}{1500} \Rightarrow \boxed{f' = 2000028.9 \text{ Hz}}$$

- (γ) Στην περίπτωση αυτή το τοίχωμα της καρδιάς είναι ίκανο κινούμενης πηγής :

$$f'' = f' \left( \frac{v}{v - v_s} \right) = (2000028.9) \frac{1500}{1500 - 0.0217} \Rightarrow \boxed{f'' = 2000057.8 \text{ Hz}}$$