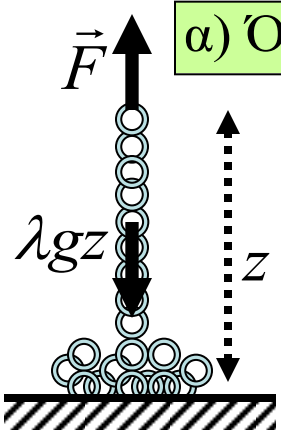


# ΠΡΟΒΛΗΜΑ: ΑΝΥΨΩΣΗ ΑΛΥΣΙΔΑΣ

1

Αλυσίδα γραμμικής πυκνότητας  $\lambda$  βρίσκεται σωριασμένη στο έδαφος. Να βρεθεί η κατακόρυφη  $F$  που απαιτείται για να ανυψώσει την αλυσίδα με σταθερή α) ταχύτητα, β) επιτάχυνση  $\gamma$ , αν το ένα άκρο της αλυσίδας ξεκινά από το έδαφος με μηδενική ταχύτητα. Υπολογίστε, συναρτήσει του ύψους του άνω άκρου της αλυσίδας και για τις δύο περιπτώσεις α) και β) το έργο  $W$  που έχει παραχθεί από τη δύναμη, την κινητική ενέργεια  $E_K$  και τη δυναμική ενέργεια  $E_\Delta$  της αλυσίδας, καθώς και την απώλεια ενέργειας  $Q$  ως κλάσμα της  $E_K$ .



α) Όταν το άνω άκρο της αλυσίδας είναι σε ύψος  $z$  και κινείται με ταχύτητα  $v$

η ολική ορμή της αλυσίδας είναι  $\lambda z v$  και δέχεται δύναμη  $F - \lambda g z$ . Άρα :

$$d(\lambda z v)/dt = F - \lambda g z \Rightarrow F = \lambda g z + \lambda d(vz)/dt \quad (1).$$

Αν  $\dot{v} = 0$  τότε  $z = vt$  και  $F = \lambda g z + \lambda v^2$  (2).

Για το έργο  $W$  της  $F$  έχουμε :

$$W = \int_0^z F dz' = \int_0^z (\lambda g z' + \lambda v^2) dz' = \lambda g z^2 / 2 + \lambda v^2 z \quad (3).$$

Είναι  $E_K = \lambda z v^2 / 2$   
και  $E_\Delta = \lambda g z^2 / 2$ .

$$\text{Άρα } Q = W - (E_K + E_\Delta) = \lambda z v^2 / 2 = E_K.$$

β) Είναι τώρα  $z = \gamma t^2 / 2$ ,  $v = \gamma t$  και η (1) δίνει  $F = \lambda \gamma (g + 3\gamma) t^2 / 2 = \lambda (g + 3\gamma) z$  (4).

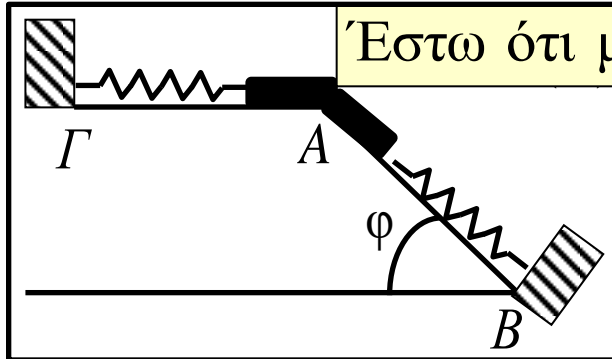
$$W = \int_0^z F dz' = \lambda (g + 3\gamma) z^2 / 2, \quad E_K = \lambda \gamma z^2, \quad E_\Delta = \lambda g z^2 / 2, \quad Q = W - (E_K + E_\Delta) = E_K / 2.$$

# ΠΡΟΒΛΗΜΑ: ΑΛΥΣΙΔΑ – ΕΛΑΤΗΡΙΑ

2

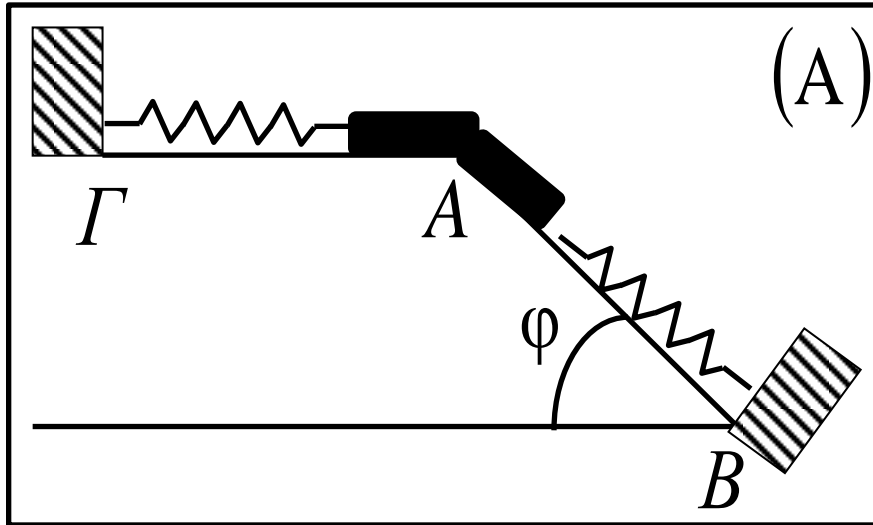
Ένα κομμάτι ομογενούς αλυσίδας μήκους  $L$  και συνολικής μάζας  $M$  βρίσκεται σε οριζόντιο επίπεδο, ενώ το υπόλοιπο κομμάτι βρίσκεται σε κεκλιμένο επίπεδο γωνίας  $\varphi$ , όπως φαίνεται στο σχήμα. Το κάτω άκρο της αλυσίδας είναι προσαρτημένο στην άκρη ελατηρίου  $E_1$  σταθεράς  $k$  και φυσικού μήκους  $L$ . Το άλλο άκρο του  $E_1$ , το οποίο βρίσκεται ολόκληρο πάνω στο κεκλιμένο επίπεδο, είναι αναρτημένο από σταθερό σημείο  $B$ . Το άνω άκρο της αλυσίδας είναι δεμένο σε ελατήριο  $E_2$  σταθεράς  $k$  και φυσικού μήκους  $L$ , το οποίο βρίσκεται στο οριζόντιο επίπεδο και είναι αναρτημένο σε σταθερό σημείο  $\Gamma$ . Βρείτε την θέση ισορροπίας και την συχνότητα ταλάντωσης της αλυσίδας γύρω από αυτή τη θέση. Δίνεται ότι  $AB = A\Gamma = 3L/2$ , όπου  $A$  το σημείο συνάντησης του οριζώντιου και του κεκλιμένου επιπέδου. Δεν υπάρχει τριβή μεταξύ της αλυσίδας και του οριζώντιου ή κεκλιμένου επιπέδου.

Έστω ότι μήκος  $x$  της αλυσίδας είναι στο κεκλιμένο επίπεδο.



Τότε, στο κεκλιμένο επίπεδο υπάρχει δύναμη προς τα κάτω ίση με  $Mg \frac{x \sin \varphi}{L} - k \left( x - \frac{L}{2} \right)$ ,

ενώ στο οριζόντιο επίπεδο δύναμη  $-k \left[ \frac{L}{2} - (L - x) \right]$ .



$$\text{Ισορροπία : } F = 0 \Rightarrow -\left(2k - Mg \frac{\sin \varphi}{L}\right)x_{eq} + kL = 0 \Rightarrow x_{eq} = (2kL - Mg \sin \varphi)/kL^2$$

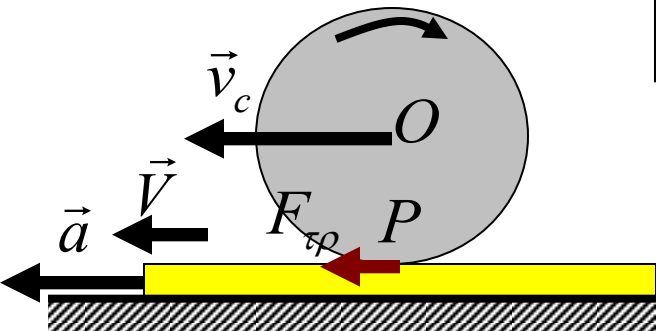
Σε εκτροπή από την κατάσταση ισορροπίας έχουμε  $x = x_{eq} + \Delta x$

$$\text{και η δύναμη είναι } F = -\left(2k - Mg \frac{\sin \varphi}{L}\right)\Delta x.$$

Επομένως η αλυσίδα εκτελεί ταλάντωση με συχνότητα  $\omega = \sqrt{\frac{2kL - Mg \sin \varphi}{ML}}$

# ΚΥΛΙΝΔΡΟΣ ΣΕ ΕΠΙΤΑΧΥΝΟΜΕΝΗ ΕΠΙΦΑΝΕΙΑ

Κύλινδρος βρίσκεται πάνω σε επιφάνεια που σύρεται με επιτάχυνση  $a$  κάθετη στον άξονα του κυλίνδρου. Ποια είναι η κίνηση του κυλίνδρου (υποθέτουμε ότι ο κύλινδρος δεν ολισθαίνει).



Στον κύλινδρο ασκείται μόνο η δύναμη τριβής  $F_{\tau\rho}$ .

Αν  $v_c$  η ταχύτητα του κέντρου μάζας  $O$  του κυλίνδρου τότε  $M dv_c / dt = F_{\tau\rho}$  (1).

Η τριβή ασκεί ροπή  $F_{\tau\rho} R$  ως προς το  $O$  και

$$F_{\tau\rho} R = I_c \frac{d\omega}{dt} = \frac{1}{2} MR^2 \frac{d\omega}{dt} \quad (2).$$

$$\text{Οι (1) και (2) δίνουν } M \frac{dv_c}{dt} = \frac{1}{2} MR \frac{d\omega}{dt} \quad (3).$$

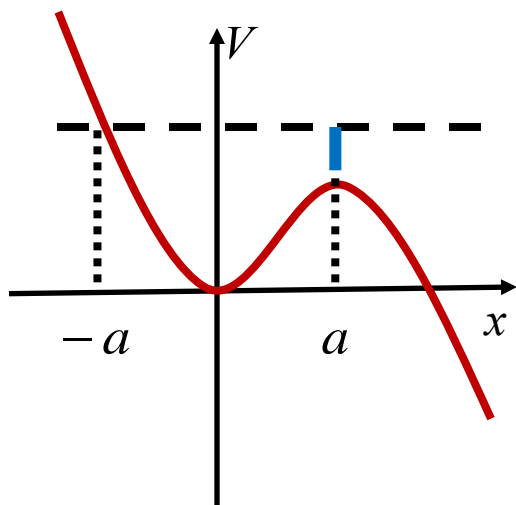
Αν  $V$  είναι η ταχύτητα της επιφάνειας τότε  $v_c = V - R\omega$  και  $\frac{dv_c}{dt} = \frac{dV}{dt} - R \frac{d\omega}{dt}$  (4).

Χρησιμοποιώντας την (4) στην (3) βρίσκουμε  $\frac{3}{2} R \frac{d\omega}{dt} = a (\equiv \frac{dV}{dt})$

$$\text{και } dv_c / dt = a/3, \quad F_{\tau\rho} = Ma/3.$$

Ένα σώμα μάζας  $m$  κινείται σε μία διάσταση (πάνω στον άξονα  $x$ ) υπό την επίδραση της δύναμης  $F(x) = -2kx + 3kx^2/a$ , όπου  $k$  και  $a$  είναι θετικές σταθερές.

(α) Ποιά είναι η συνάρτηση της δυναμικής ενέργειας  $U(x)$  του σώματος, αν  $U(0) = 0$ ;  
 (β) Να σχεδιασθεί πρόχειρα η  $U(x)$  και να βρεθούν τα σημεία ισορροπίας του σώματος καθώς και το είδος ισορροπίας στο καθένα. (γ) Αν το σώμα ξεκινήσει από τη θέση  $x = -a$  με μηδενική αρχική ταχύτητα, υπολογίστε με πόση ταχύτητα θα περάσει από τη θέση όπου η δυναμική του ενέργεια είναι μέγιστη. δ) Ποιά είναι η ενέργεια διαφυγής του σώματος από τη θέση  $x = 0$ ;



α) Είναι  $F = -dV/dx \Rightarrow V(x) = kx^2 - kx^3/a$ .

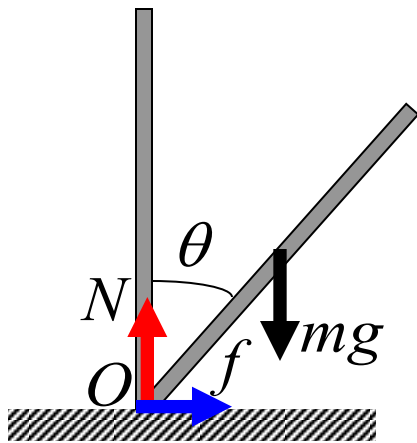
β) Σημείο ευσταθούς ισορροπίας :  $x = 0$ .

Σημείο ασταθούς ισορροπίας :  $x = a$ .

γ) Αρχή διατήρησης της ενέργειας δίνει για την κινητική ενέργεια  $E_K$  στο  $x = a$  :  $E_K = V(-a) - V(a) \Rightarrow$   
 $\Rightarrow E_K = 2ka^3/a = 2ka^2 \Rightarrow v = \sqrt{2mE_K} = 2\sqrt{mka}$ .

δ) Η ενέργεια που απαιτείται είναι η  $V(a)$ .

Ομογενής ράβδος μάζας  $m$  και μήκους  $2l$  στέκεται αρχικά κατακόρυφα πάνω σε δάπεδο που έχει συντελεστή στατικής τριβής  $\mu$ . Η ράβδος εκτρέπεται λίγο και αφήνεται να πέσει. Βρείτε την γωνιακή ταχύτητα της ράβδου όταν αυτή σχηματίζει γωνία  $\theta$  με την κατακόρυφο (υποθέτουμε ότι η ράβδος δεν έχει ολισθήσει). Βρείτε ακόμη τον συντελεστή  $\mu$  αν η ολίσθηση αρχίζει για  $\theta = 30^\circ$ .



Στην ράβδο ασκούνται το βάρος, η κάθετη αντίδραση  $N$  και η τριβή  $f$ .

Αν  $\dot{\omega} = d\omega/dt$  είναι η γωνιακή επιτάχυνση τότε λόγω της ροπής του βάρους ως προς  $O$  έχουμε

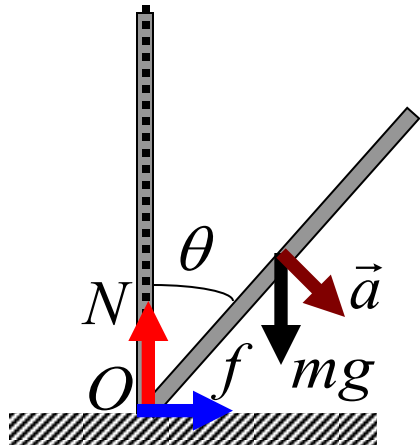
$$mgl \sin \theta = I\dot{\omega} = \frac{1}{3} m(2l)^2 \frac{d\omega}{dt} \Rightarrow \frac{d\omega}{dt} = \frac{3}{4} \frac{g}{l} \sin \theta \quad (1).$$

Έχουμε μια μεταβλητή  $\dot{\omega}$  και για να βρούμε την  $\omega$  πρέπει να ολοκληρώσουμε :

$$\frac{d\omega}{dt} = \frac{d\omega}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = \omega \frac{d\omega}{d\theta} = \frac{3}{4} \frac{g}{l} \sin \theta \Rightarrow \frac{1}{2} d(\omega^2) = \frac{3}{4} \frac{g}{l} \sin \theta d\theta \Rightarrow$$

$$\int_0^{\omega^2} d(\omega'^2) = \frac{3}{2} \frac{g}{l} \int_0^\theta \sin \theta' d\theta' \Rightarrow \omega^2 = \frac{3}{2} \frac{g}{l} (1 - \cos \theta) \quad (2).$$

Ομογενής ράβδος μάζας  $m$  και μήκους  $2l$  στέκεται αρχικά κατακόρυφα πάνω σε δάπεδο που έχει συντελεστή στατικής τριβής  $\mu$ . Η ράβδος εκτρέπεται λίγο και αφήνεται να πέσει. Βρείτε την γωνιακή ταχύτητα της ράβδου όταν αυτή σχηματίζει γωνία  $\theta$  με την κατακόρυφο (υποθέτουμε ότι η ράβδος δεν έχει ολισθήσει). Βρείτε ακόμη τον συντελεστή  $\mu$  αν η ολίσθηση αρχίζει για  $\theta = 30^\circ$ .



Η γωνιακή επιτάχυνση  $\dot{\omega}$  αντιστοιχεί σε επιτάχυνση  $a = \dot{\omega}l$  του κέντρου μάζας.

Χρησιμοποιώντας τον 2ο νόμο του Νεύτωνα σε οριζόντια και κατακόρυφη διεύθυνση βρίσκουμε

$$(mg - N) = m\dot{\omega}l \sin \theta = \frac{3}{4}mg \sin^2 \theta \quad (1).$$

$$f = ml\dot{\omega} \cos \theta = \frac{3}{4}mg \sin \theta \cos \theta \quad (2).$$

Μόλις αρχίζει η ολίσθηση είναι  $f = \mu N$  και από τις (1) και (2) βρίσκουμε

$$N = \frac{mg}{4} (4 - 3 \sin^2 \theta), \quad \mu = \frac{3 \sin \theta \cos \theta}{4 - 3 \sin^2 \theta}. \text{ Για } \theta = 30^\circ, \mu = 0,40.$$