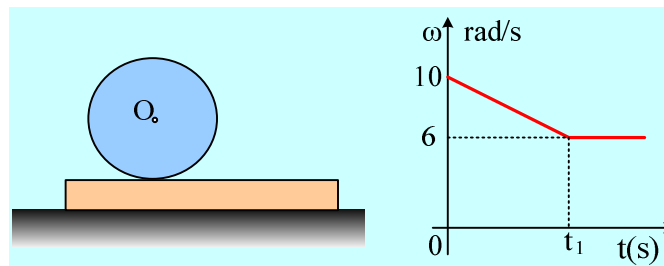


**Ένας κύλινδρος με αρχική γωνιακή ταχύτητα πάνω σε σανίδα.**

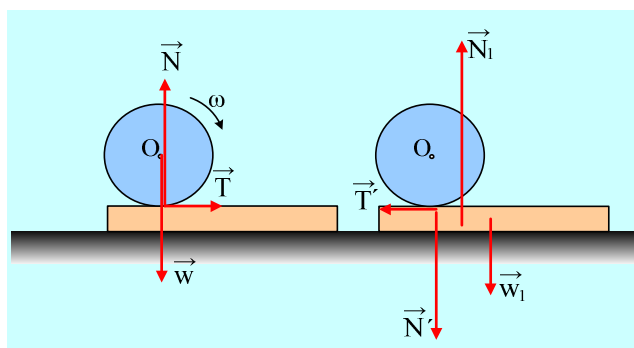
Ένας κύλινδρος μάζας  $M=40\text{kg}$  και ακτίνας  $R=1\text{m}$  ο οποίος στρέφεται δεξιόστροφα γύρω από τον άξονά του ο οποίος συνδέει τα κέντρα των δύο βάσεων του, αφήνεται τη χρονική στιγμή  $t=0$ , πάνω σε μια σανίδα, η οποία ηρεμεί πάνω σε ένα λείο οριζόντιο επίπεδο. Μεταξύ κυλίνδρου και σανίδας υπάρχει τριβή, με αποτέλεσμα η γωνιακή ταχύτητα του κυλίνδρου να μεταβάλλεται όπως στο διάγραμμα (θεωρούμε θετική την γωνιακή του ταχύτητα).



- i) Να σχεδιάσετε τις δυνάμεις που ασκούνται στον κύλινδρο και στη σανίδα.
- ii) Τι αποτέλεσμα έχει η τριβή που ασκείται στον κύλινδρο; Πώς επηρεάζει τη γωνιακή και πώς την ταχύτητα του κέντρου μάζας  $O$ ; Ποιο το αποτέλεσμα της δράσης της τριβής πάνω στη σανίδα;
- iii) Γιατί τη χρονική στιγμή  $t_1$  η γωνιακή ταχύτητα σταθεροποιείται; Τι συμβαίνει με την ταχύτητα ενός σημείου  $A$  επαφής του κυλίνδρου με τη σανίδα τη στιγμή  $t_1$ ;
- iv) Να υπολογιστεί η μάζα της σανίδας.
- v) Να βρεθεί ο συντελεστής τριβής ολίσθησης μεταξύ σανίδας και κυλίνδρου αν  $t_1=1\text{s}$ .
- vi) Σε μια στιγμή  $t_2$  η σανίδα κινείται με ταχύτητα μέτρου  $v_2=3\text{m/s}$ . Για τη στιγμή αυτή να βρεθούν:
  - α) Με ποιο ρυθμό μειώνεται η περιστροφική κινητική ενέργεια του κυλίνδρου.
  - β) Με ποιο ρυθμό αυξάνεται η μεταφορική κινητική ενέργεια του κυλίνδρου και της σανίδας.
  - γ) Με ποιο ρυθμό η μηχανική ενέργεια μετατρέπεται σε θερμική εξαιτίας της τριβής.

Δίνεται η ροπή αδράνειας του κυλίνδρου ως προς τον άξονα περιστροφής του  $I = \frac{1}{2} MR^2$ .

Απάντηση:

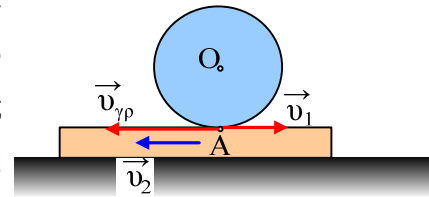


Στο παραπάνω σχήμα έχουν σχεδιαστεί οι δυνάμεις, αριστερά που ασκούνται στον κύλινδρο και δεξιά οι δυνάμεις που ασκούνται στη σανίδα, όπου  $N'$  η αντίδραση της  $N$  και  $N_1$  η αντίδραση του εδάφους πάνω στη σανίδα.

- i) Η ροπή της τριβής που ασκείται στον κύλινδρο, επιβραδύνει την στροφική του κίνηση, ενώ ταυτόχρονα

η τριβή επιταχύνει τον κύλινδρο προς τα δεξιά. Αντίθετα η αντίδρασή της  $T'$  που ασκείται στη σανίδα επιταχύνει τη σανίδα προς τα αριστερά.

- ii) Έστω ένα σημείο  $A$  επαφής του κυλίνδρου με τη σανίδα. Το σημείο  $E$  έχει μια ταχύτητα  $v_1$  προς τα δεξιά, ίση με την ταχύτητα του άξονα, λόγω μεταφορικής κίνησης και μια γραμμική ταχύτητα προς τ' αριστερά  $v_{\gamma\rho} = \omega \cdot R$ , εξαιτίας της στροφορικής κίνησης. Τη στιγμή που η συνολική ταχύτητα του  $A$   $v_{\gamma\rho} - v_1$  θα έχει κατεύθυνση προς τ'



αριστερά και θα γίνει ίση με την ταχύτητα  $v_2$  που έχει αποκτήσει η σανίδα, δεν θα υπάρχει ταχύτητα του  $A$  ως προς τη σανίδα, με αποτέλεσμα αφού δεν υπάρχει ολίσθηση, να μην ασκείται πλέον και τριβή μεταξύ των σωμάτων. Από εκεί και πέρα ο κύλινδρος διατηρεί μια σταθερή ταχύτητα κέντρου μάζας προς τα δεξιά, ενώ στρέφεται επίσης με σταθερή γωνιακή ταχύτητα  $6 \text{ rad/s}$  δεξιόστροφα, ενώ η σανίδα κινείται με σταθερή ταχύτητα προς τ' αριστερά. Ας κρατήσουμε τη συνθήκη για τα μέτρα των ταχυτήτων:

$$v_2 = v_{\gamma\rho} - v_1 \rightarrow$$

$$v_2 = \omega R - v_1 \quad (1)$$

- iii) Για το σύστημα κύλινδρος – σανίδα ισχύει η αρχή διατήρησης της ορμής, αφού είναι μονωμένο:

$$\vec{P}_{\text{αρχ}} = \vec{P}_{\text{τελ}} \rightarrow$$

$$0 = Mv_1 - mv_2 \quad (2)$$

Αλλά ισχύει και η αρχή διατήρησης της στροφορμής ως προς τον άξονα του κυλίνδρου αφού δεν ασκούνται εξωτερικές ροπές που να μεταβάλουν τη συνολική στροφορμή:

$$\vec{L}_{\text{αρχ}} = \vec{L}_{\text{τελ}} \rightarrow$$

$$I\omega_0 = I\omega + mv_2 \cdot R \rightarrow$$

$$\frac{1}{2} M \cdot R^2 \cdot \omega_0 = \frac{1}{2} M \cdot R^2 \cdot \omega + mv_2 \cdot R \rightarrow$$

$$M(\omega_0 - \omega) \cdot R = 2mv_2$$

Και λόγω της (2):

$$M(\omega_0 - \omega) \cdot R = 2Mv_1 \rightarrow$$

$$v_1 = \frac{1}{2} \cdot (\omega_0 - \omega) \cdot R = \frac{1}{2} \cdot (10 - 6) \cdot 1 \text{ m/s} = 2 \text{ m/s}$$

αλλά από τη σχέση (1) παίρνουμε:

$$v_2 = \omega R - v_1 = 6 \text{ m/s} - 2 \text{ m/s} = 4 \text{ m/s}$$

Επιστρέφοντας στην (2) έχουμε:

$$m = M \cdot \frac{v_1}{v_2} = 40 \cdot \frac{2}{4} \text{ kg} = 20 \text{ kg}$$

- iv) Για τη γωνιακή επιτάχυνση έχουμε:

$$a_{\gamma\omega\nu} = \frac{d\omega}{dt} = \frac{\Delta\omega}{\Delta t} = \frac{6 - 10}{1} \text{ rad/s}^2 = -4 \text{ rad/s}^2$$

Η γωνιακή επιτάχυνση βρέθηκε αρνητική, πράγμα που σημαίνει ότι είναι κάθετη στο επίπεδο του σχή-

ματος με φορά προς τα έξω, αντίθετης κατεύθυνσης από τη γωνιακή ταχύτητα, την οποία θεωρήσαμε θετική.

Αλλά από το δεύτερο νόμο του Νεύτωνα για τη στροφοική κίνηση παίρνουμε:

$$\begin{aligned}\Sigma\tau &= I \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow \\ -T \cdot R &= \frac{1}{2} MR^2 \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow \\ T &= -\frac{1}{2} MR \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} = 80\text{N}.\end{aligned}$$

Αλλά για τον κύλινδρο  $\Sigma F_y = 0$  ή  $N = Mg$ , οπότε:

$$\begin{aligned}T &= \mu \cdot N = \mu \cdot Mg \rightarrow \\ \mu &= \frac{T}{Mg} = 0,2\end{aligned}$$

v) α) Ο ρυθμός μεταβολής της περιστροφικής κινητικής ενέργειας του κυλίνδρου δίνεται από την εξίσωση:

$$\frac{dK_{\pi}}{dt} = \Sigma\tau \cdot \omega$$

Θεωρώντας ξανά θετικές τις δεξιόστροφες ροπές έχουμε:

$$\frac{dK_{\pi}}{dt} = \Sigma\tau \cdot \omega = -T \cdot R \cdot \omega$$

Αλλά από τη διατήρηση της στροφομής έχουμε ξανά:

$$\begin{aligned}\vec{L}_{\alpha\rho\chi} &= \vec{L}_{\tau\epsilon\lambda} \rightarrow \\ I\omega_0 &= I\omega + mv_2 \cdot R \rightarrow \\ \omega &= \frac{MR\omega_0 - 2mv_2}{MR}\end{aligned}$$

και με αντικατάσταση  $\omega = 7\text{rad/s}$ , άρα:

$$\frac{dK_{\pi}}{dt} = \Sigma\tau \cdot \omega = -T \cdot R \cdot \omega = -80 \cdot 1 \cdot 7\text{J/s} = -560\text{J/s}$$

β) Από τη διατήρηση της ορμής παίρνουμε:

$$\begin{aligned}\vec{P}_{\alpha\rho\chi} &= \vec{P}_{\tau\epsilon\lambda} \rightarrow \\ 0 &= Mv_1 - mv_2 \rightarrow \\ v_1 &= 1,5\text{m/s}\end{aligned}$$

Οπότε οι ζητούμενοι ρυθμοί είναι:

$$\frac{dK_{\mu}}{dt} = T \cdot v_1 = 80 \cdot 1,5\text{J/s} = 120\text{J/s}$$

και

$$\frac{dK_{\sigma\alpha\nu}}{dt} = T' \cdot v_2 = 80 \cdot 3\text{J/s} = 240\text{J/s}$$

γ) Από τη διατήρηση της ενέργειας, αφού η τριβή μειώνει τη περιστροφική κινητική ενέργεια κατά 560J/s, ενώ αυξάνει τη μεταφοική κατά 120J/s, δίνοντας και 240J/s στη ράβδο, ο ρυθμός μετατρο-

πής σε θερμική ενέργεια θα είναι:

$$dQ/dt=(560-120-240)J/s=200J/s.$$

**Σχόλιο:**

- 1) Σε όλες τις αρχές και τους νόμους που εφαρμόσαμε, χρησιμοποιήσαμε ταχύτητες, γωνιακή ταχύτητα, ορμές και στροφορμές όπως υπολογίζονται ως προς το ακίνητο λείο οριζόντιο επίπεδο.
- 2) Την στιγμή  $t_2$  το σημείο A εφαρμογής της τριβής, έχει ταχύτητα:

$$v_A = \omega R - v_1 = 7\text{m/s} - 1,5\text{m/s} = 5,5\text{m/s}$$

με φορά προς τα αριστερά, ενώ η σανίδα έχει ταχύτητα  $v_2 = 3\text{m/s}$ , επίσης προς τα αριστερά.

Κατά συνέπεια το σημείο A έχει ως προς τη σανίδα ταχύτητα:

$$v_A' = 5,5\text{m/s} - 3\text{m/s} = 2,5\text{m/s}.$$

Η ισχύς της τριβής για την ολίσθηση του ενός σώματος ως προς το άλλο είναι:

$$P_T = T \cdot v_A' \cdot \sin 180^\circ = -80 \cdot 2,5\text{W} = -200\text{W}$$

Συνεπώς ο ρυθμός με τον οποίο η μηχανική ενέργεια μετατρέπεται σε θερμική, είναι ίσος με 200J/s.

**Υλικό Φυσικής - Χημείας.**

Επειδή το να μοιράζεσαι πράγματα, είναι καλό για όλους...

Επιμέλεια

*Διονύσης Μάργαρης*