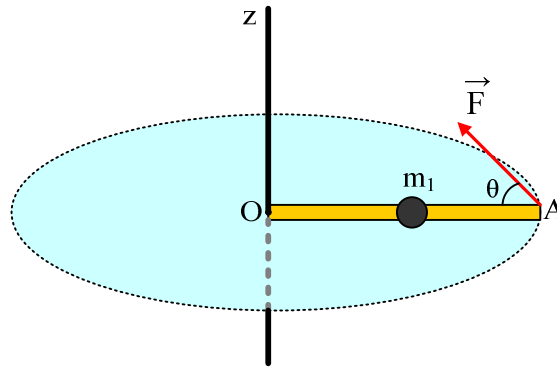


### Στροφορμή και μεταβολή στροφορμής.

Η ομογενής ράβδος ΟΑ του σχήματος, έχει μήκος  $\ell=2\text{m}$  και μάζα  $M=3\text{kg}$  και μπορεί να στρέφεται σε οριζόντιο επίπεδο χωρίς τριβές, γύρω από κατακόρυφο άξονα  $z$  ο οποίος περνά από το άκρο της Ο. Στο μέσον της ράβδου έχει προσδεθεί ένα σώμα  $\Sigma$  που θεωρείται υλικό σημείο μάζας  $m_1=4\text{kg}$ . Το στερεό  $\Pi$ , που δημιουργήσαμε με τον τρόπο αυτό ηρεμεί.



Για  $t=0$  ασκείται στο άκρο Α της ράβδου μια οριζόντια σταθερού μέτρου δύναμη  $F=5\text{N}$ , που η διεύθυνσή της σχηματίζει γωνία  $\theta=30^\circ$  με τη ράβδο, όπως στο σχήμα, μέχρι τη χρονική στιγμή  $t=2\text{s}$ , όπου η δύναμη καταργείται.

- i) Η στροφορμή που αποκτά το στερεό  $\Pi$  ως προς (κατά τον) άξονα περιστροφής  $z$ .
- ii) Σε μια στιγμή  $t>2\text{s}$ , το σώμα  $\Sigma$  ξεκολλά από τη θέση του και γλιστρώντας κατά μήκος της ράβδου, καρφώνεται σε ένα μικρό καρφί που υπάρχει στο άκρο Α της ράβδου.

Να βρεθούν για την παραπάνω μετακίνηση:

- α) Η μεταβολή της στροφορμής του σώματος  $\Sigma$  ως προς το άκρο Ο.
- β) Η αντίστοιχη μεταβολή της στροφορμής της ράβδου.
- γ) Η απώλεια της μηχανικής ενέργειας.

Δίνεται η ροπή αδράνειας της ράβδου ως προς τον άξονα  $z$   $I=1/3 M\ell^2$ .

#### Απάντηση:

- i) Ο ρυθμός μεταβολής της στροφορμής του στερεού ως προς (κατά τον) άξονα  $z$  δίνεται από τη σχέση:

$$\frac{dL}{dt} = \Sigma \tau \quad (1)$$

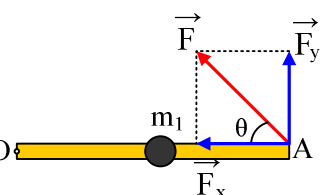
όπου  $\Sigma \tau$  το αλγεβρικό άθροισμα των ροπών ως προς τον άξονα. Αλλά τα βάρη των σωμάτων είναι παράλληλα προς τον άξονα και δεν έχουν ροπή, συνεπώς η μόνη ροπή είναι αυτή που δημιουργεί η δύναμη  $F$ .

Αλλά με βάση το διπλανό σχήμα (κάτοψη) βρίσκουμε:

$$\tau_F = \tau_{F_y} = F_y \cdot \ell = F \cdot \ell \cdot \eta \mu \theta$$

και με αντικατάσταση  $\tau = 5\text{N}\cdot\text{m}$ .

Βλέπουμε ότι στο στερεό ασκείται σταθερή ροπή, συνεπώς θα έχουμε και Ο  $\rightarrow$  σταθερό ρυθμό μεταβολής της στροφορμής του, οπότε η (1) γίνεται:



$$\frac{dL}{dt} = \Sigma \tau \rightarrow \frac{\Delta L}{\Delta t} = \tau \rightarrow \frac{L-0}{t} = \tau \rightarrow$$

$$L = \tau \cdot t$$

Με αντικατάσταση βρίσκουμε  $L=10\text{kg}\cdot\text{m}^2/\text{s}$ .

Όπου το διάνυσμα είναι πάνω στον άξονα με κατεύθυνση προς τα πάνω.

- ii) Κατά την αλλαγή θέσης του σώματος Σ, δεν ασκήθηκε στο σύστημα καμιά εξωτερική ροπή, συνεπώς η στροφορμή του συστήματος παρέμεινε σταθερή.

$$\vec{L}_{\text{πριν}} = \vec{L}_{\text{μετ}}$$

$$I_1 \cdot \omega_1 = I_2 \cdot \omega_2 \quad (2)$$

Όπου  $I_1$  και  $I_2$  η αρχική και τελική ροπή αδράνειας του στερεού και  $\omega_1$  και  $\omega_2$  οι αντίστοιχες γωνιακές ταχύτητες, οι οποίες έχουν την διεύθυνση του άξονα και φορά προς τα πάνω.

$$\text{Αλλά } I_1 = 1/3 M \ell^2 + m_1 \ell^2/4 = 8\text{kg}\cdot\text{m}^2.$$

$$I_2 = 1/3 M \ell^2 + m_1 \cdot \ell^2 = 20\text{kg}\cdot\text{m}^2.$$

Ενώ  $\omega_1 = L/I_1 = 10/8 \text{ rad/s} = 1,25 \text{ rad/s}$ , οπότε από την (2) παίρνουμε:

$$\omega_2 = \frac{I_1 \omega_1}{I_2} = \frac{10}{20} \text{ rad/s} = 0,5 \text{ rad/s}$$

- α) Για το σώμα Σ έχουμε:

$$\Delta \vec{L} = \vec{L}_{\text{τελ}} - \vec{L}_{\text{αρχ}}$$

οπότε δουλεύοντας με τα μέτρα τους (μιας και οι δυο στροφορμές έχουν την ίδια κατεύθυνση) έχουμε:

$$\Delta L = m_1 \cdot v_2 \cdot \ell - m_1 \cdot v_1 \cdot \ell/2 = m_1 \ell^2 \cdot \omega_2 - 1/4 m_1 \ell^2 \cdot \omega_1 = m_1 \ell^2 (\omega_2 - 1/4 \omega_1)$$

Με αντικατάσταση  $\Delta L_2 = 4 \cdot 4 (0,5 - 1/4 \cdot 1,25) \text{ kg}\cdot\text{m}^2/\text{s} = +3 \text{ kg}\cdot\text{m}^2/\text{s}$ .

- β) Για τη ράβδο εξάλλου:

$$\Delta \vec{L} = \vec{L}_{\text{τελ}} - \vec{L}_{\text{αρχ}}$$

$$\Delta L = I_r \cdot \omega_2 - I \cdot \omega_1$$

Όπου  $I$  η ροπή αδράνειας της ράβδου ως προς τον άξονα περιστροφής.

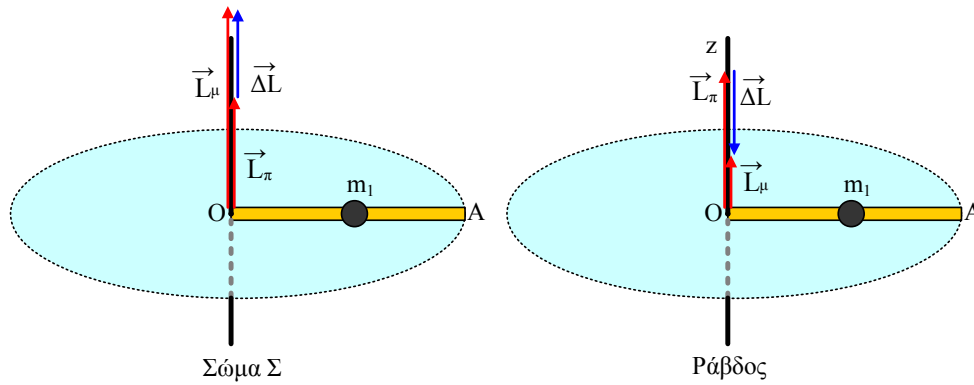
Συνεπώς:

$$\Delta L_p = I(\omega_2 - \omega_1) = 1/3 M \ell^2 (\omega_2 - \omega_1)$$

Αντικαθιστώντας έχουμε:

$$\Delta L_p = 1/3 \cdot 3 \cdot 4 (0,5 - 1,25) = -3 \text{ kg}\cdot\text{m}^2/\text{s}.$$

Στο παρακάτω σχήμα έχουν σχεδιαστεί τα αντίστοιχα διανύσματα για τις στροφορμές των δύο σωμάτων.



γ)  $\Delta E_{μηχ} = K_{αρχ} - K_{τελ} = \frac{1}{2} I_1 \cdot \omega_1^2 - \frac{1}{2} I_2 \cdot \omega_2^2$   
 και με αντικατάσταση  $\Delta E = 3,75J$ .

**Παρατηρήσεις:**

- 1) Αν σε ένα στερεό ασκείται σταθερή ροπή, μπορούμε εύκολα να βρούμε τη μεταβολή της στροφορμής, συνεπώς και στροφορμή από τον γενικευμένο νόμο του Νεύτωνα, μετατρέποντας την παράγωγο  $dL/dt$  σε πηλίκο μεταβολών  $\Delta L/\Delta t$ .
- 2) Όταν έχουμε ένα σύστημα σωμάτων και διατηρείται η στροφορμή, αυτό δεν σημαίνει ότι διατηρείται και η στροφορμή κάθε επιμέρους σώματος. Στο παράδειγμά μας μεταβάλλεται και η στροφορμή του σώματος Σ και η στροφορμή της ράβδου. Απλά αυτές οι μεταβολές είναι αντίθετες. Θα μπορούσαμε με άλλα λόγια να αποδώσουμε την αρχή διατήρησης της στροφορμής για το παραπάνω σύστημα, γράφοντας την εξίσωση:

$$\Delta \vec{L}_1 + \Delta \vec{L}_2 = 0$$

**Υλικό Φυσικής - Χημείας.**  
 Επειδή το να μοιράζεσαι πράγματα, είναι καλό για όλους...

Επιμέλεια  
*Διονύσης Μάργαρης*