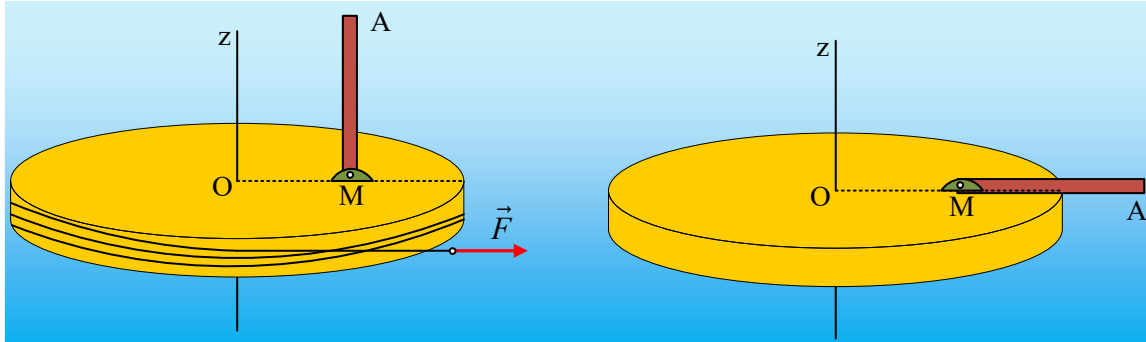


Όταν η στρεφόμενη ράβδος πέσει

Ένας ομογενής δίσκος μάζας $M=17\text{kg}$ και ακτίνας $R=1\text{m}$, μπορεί να στρέφεται χωρίς τριβές, σε οριζόντιο επίπεδο, γύρω από κατακόρυφο άξονα z . Στο μέσον M μιας ακτίνας του έχει στερεωθεί σε κατακόρυφη θέση, μέσω σφιχτής άρθρωσης, μια ομογενής ράβδος μήκους $l=R$.



Γύρω από τον δίσκο, έχουμε τυλίξει ένα αβαρές νήμα, στο άκρο του οποίου ασκούμε τη στιγμή $t_0=0$, μια σταθερή οριζόντια δύναμη μέτρου $F=5\text{N}$, μέχρι τη στιγμή t_1 , όπου ο δίσκος έχει διαγράψει γωνία $\theta=9\text{rad}$.

i) Πόση είναι η κινητική ενέργεια του συστήματος τη στιγμή t_1 , που παύει να ασκείται η δύναμη F ;

Δίνεται η μάζα της ράβδου $m=6\text{kg}$, ενώ κάποια στιγμή μετά την t_1 «λασκάρει η άρθρωση» με αποτέλεσμα η ράβδος να πέσει, στην διεύθυνση της ακτίνας όπως στο δεύτερο σχήμα, οπότε περιστρέφεται μαζί με τον δίσκο, οριζόντια.

ii) Ποια η γωνιακή ταχύτητα του δίσκου τη στιγμή t_1 που σταματά η άσκηση της δύναμης F ;

iii) Για τη χρονική στιγμή $t_2=5\text{s}$ να υπολογιστούν:

α) Η ισχύς της δύναμης F .

β) Ο ρυθμός μεταβολής της στροφορμής του συστήματος και ο αντίστοιχος ρυθμός μεταβολής της στροφορμής του δίσκου, ως προς τον άξονα z .)

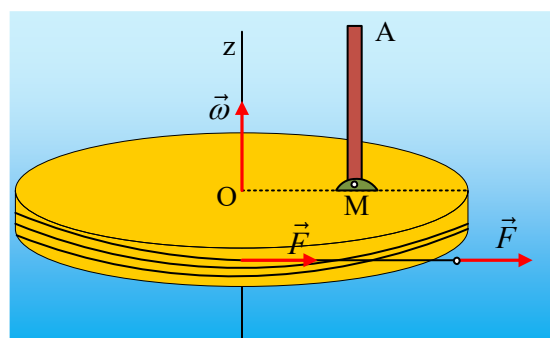
iv) Ποια η ταχύτητα του άκρου A της ράβδου, κατά την οριζόντια περιστροφή της;

Δίνονται η ροπή αδράνειας του δίσκου ως προς τον άξονα z , $I_s = \frac{1}{2} MR^2$, καθώς και η ροπή αδράνειας της ράβδου ως προς κάθετο άξονα ο οποίος περνά από το μέσον της $I_p = ml^2/12$.

Απάντηση:

i) Μέσω του νήματος, η δύναμη F ασκείται στον δίσκο τον οποίο και επιταχύνει στροφικά. Η κινητική ενέργεια του συστήματος δίσκος-ράβδος είναι ίση με την ενέργεια που μεταφέρεται στο σύστημα μέσω του έργου της δύναμης ή ισοδύναμα του έργου της ροπής της δύναμης:

$$K_\sigma = W_\tau = \tau \cdot \theta = FR \cdot \theta = 5 \cdot 1 \cdot 9\text{J} = 45\text{J}$$



ii) Για όσο χρόνο η ράβδος παραμένει κατακόρυφη, το σύστημα μπορεί να θεωρηθεί σαν ένα στερεό s_1 , το

οποίο παρουσιάζει ως προς τον άξονα z, ροπή αδράνειας I_1 :

$$I_1 = I_\rho + I_\sigma = \frac{1}{2}MR^2 + \sum m_i \cdot d^2 = \frac{1}{2}MR^2 + \sum m_i \cdot \left(\frac{R}{2}\right)^2 = \frac{1}{2}MR^2 + \frac{R^2}{4} \sum m_i \rightarrow$$

$$I_1 = \frac{1}{2}MR^2 + \frac{1}{4}mR^2 = \frac{1}{2}17 \cdot 1^2 \text{kgm}^2 + \frac{1}{4}6 \cdot 1^2 \text{kgm}^2 = 10 \text{kgm}^2$$

Αλλά τότε από την κινητική ενέργεια του s_1 , παίρνουμε:

$$K_\sigma = K_{s_1} = \frac{1}{2}I_1\omega_1^2 \rightarrow$$

$$\omega_1 = \sqrt{\frac{2K_\sigma}{I_1}} = \sqrt{\frac{2 \cdot 45}{10}} \text{rad/s} = 3 \text{rad/s}$$

iii) Το στερεό s_1 στρέφεται με σταθερή γωνιακή επιτάχυνση:

$$\Sigma\tau_o = I_1\alpha_{\gamma\omega\nu} \rightarrow \alpha_{\gamma\omega\nu} = \frac{FR}{I_1} = \frac{5 \cdot 1}{10} \text{rad/s}^2 = 0,5 \text{rad/s}^2.$$

Συνεπώς τη στιγμή $t_2=4\text{s}$ έχει αποκτήσει γωνιακή ταχύτητα:

$$\omega_2 = \alpha_{\gamma\omega\nu} \cdot t_2 = 0,5 \cdot 5 \text{rad/s} = 2,5 \text{rad/s}.$$

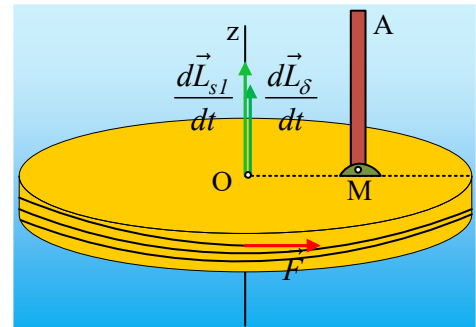
(αφού $\omega_2 < \omega_1$, προφανώς $t_2 < t_1$ και δεν έχει έρθει ακόμη η στιγμή που η δύναμη παύει να επιταχύνει στροφικά το στερεό s_1).

α) Η ισχύς της δύναμης, ίση με την ισχύ της ασκούμενης ροπής τη στιγμή t_2 , είναι:

$$P_F = \tau \cdot \omega = FR \cdot \omega = 5 \cdot 1 \cdot 2,5 \text{W} = 12,5 \text{W}$$

β) Οι εξωτερικές δυνάμεις που ασκούνται στο σύστημά μας είναι τα βάρη και η δύναμη F. Ως προς τον άξονα z, μόνο η F εμφανίζει ροπή (το βάρος της ράβδου είναι παράλληλο στον άξονα), οπότε για το ρυθμό μεταβολής της στροφορμής θα έχουμε:

$$\frac{dL_{s_1}}{dt} = \sum \tau_{\epsilon\xi} = FR = 5 \cdot 1 \text{kgm}^2/\text{s}^2 = 5 \text{kgm}^2/\text{s}^2.$$



Πάνω στον άξονα z με φορά προς τα πάνω.

Για τον αντίστοιχο ρυθμό μεταβολής της στροφορμής του δίσκου, θα έχουμε:

$$\frac{dL_\rho}{dt} = \sum \tau = I_\rho \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} = \frac{1}{2}MR^2 \cdot \alpha_{\gamma\omega\nu} = \frac{1}{2}17 \cdot 1^2 \cdot 0,5 \text{kgm}^2/\text{s}^2 = 4,25 \text{kgm}^2/\text{s}^2.$$

Ίδιας κατεύθυνσης με τον προηγούμενο ρυθμό, όπως στο σχήμα.

iv) Στη διάρκεια της πτώσης της ράβδου δεν ασκούνται στο σύστημα εξωτερικές ροπές, ως προς τον άξονα z, οπότε η ολική στροφορμή παραμένει σταθερή:

$$\vec{L}_{s_1} = \vec{L}_{s_2} \rightarrow I_1 \omega_1 = I_2 \omega_3 \quad (1)$$

Όπου ο δίσκος με την ράβδο αποτελούν τώρα το στερεό s_2 με ροπή αδράνειας:

$$I_2 = I_\rho + I'_\sigma = \frac{1}{2} M R^2 + (I_{cm} + m d^2)$$

Όμως με βάση το 2^ο σχήμα $d=R$ και αφού $\ell = R$, παίρνουμε:

$$I_2 = \frac{1}{2} M R^2 + \left(\frac{1}{12} m \ell^2 + m R^2 \right) = \frac{1}{2} M R^2 + \frac{13}{12} m R^2 \rightarrow$$

$$I_2 = \frac{1}{2} 17 \cdot 1^2 \text{ kgm}^2 + \frac{13}{12} 6 \cdot 1^2 \text{ kgm}^2 = 15 \text{ kgm}^2.$$

Με αντικατάσταση στην (1) βρίσκουμε:

$$\omega_3 = \frac{I_1 \omega_1}{I_2} = \frac{10 \cdot 3}{15} \text{ rad / s} = 2 \text{ rads}$$

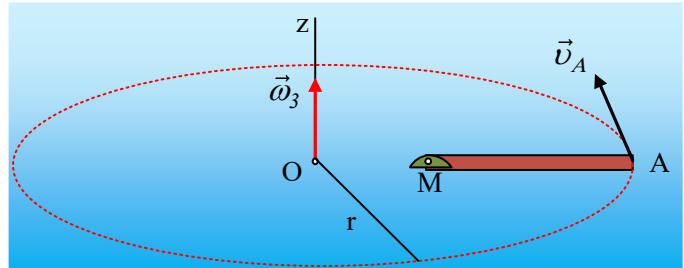
Συνεπώς το άκρο A της ράβδου εκτελεί κυ-

κλική κίνηση ακτίνας $r = R + \frac{\ell}{2} = 1,5R$ έχο-

ντας ταχύτητα μέτρου:

$$v_A = \omega_3 r = 2 \cdot 1,5 \cdot 1 \text{ m / s} = 3 \text{ m / s}$$

Με κατεύθυνση όπως στο σχήμα.



dmargaris@gmail.com