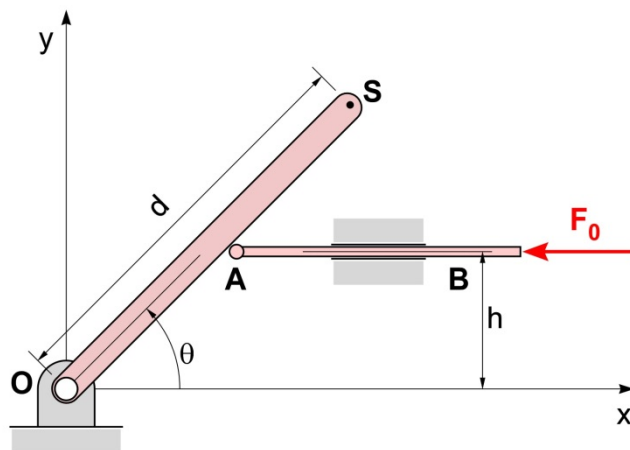


Meccanica applicata alle macchine

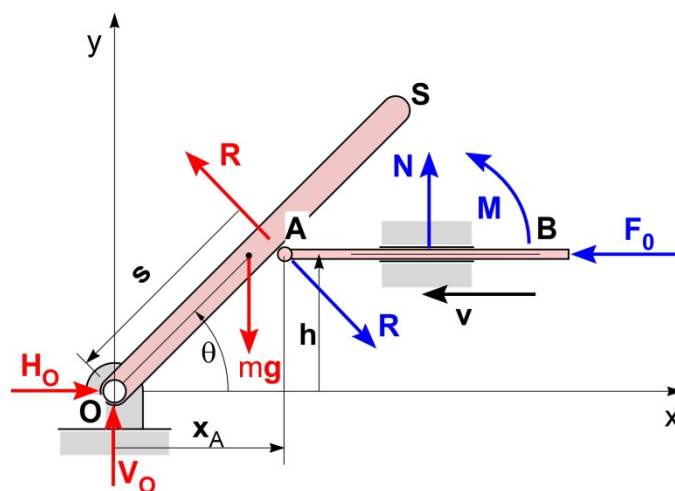
Massimo Callegari, Pietro Fanghella e Francesco Pellicano
Ed.: De Agostini

Esercizio 6.23

La rotazione dell'asta omogenea **OS**, di massa m e lunghezza d , è regolata dall'asta **AB**, di massa trascurabile. Ricavare l'espressione della velocità angolare $\omega(\theta)$ della barra **OS** nel caso in cui sia assegnata una spinta costante F_0 ; inoltre determinare il valore ω^* di tale velocità quando la barra **OS** si viene a trovare in posizione verticale, sapendo che nella configurazione iniziale la barra è ferma e forma un angolo di $\pi/4$ con l'orizzontale.



Svolgimento



Si tratta di un problema di dinamica diretta, in quanto è assegnata la forza F_0 (costante) che agisce sul movente ed occorre determinare il moto del sistema, in particolare l'espressione della velocità angolare ω del cedente in funzione della sua posizione θ .

Si scrive l'equilibrio dinamico della barra **OS**:

$$R \cdot s - mg \frac{d}{2} \cos \vartheta = J \dot{\omega} \quad (1)$$

in cui si è indicato con J il momento d'inerzia della barra rispetto alla cerniera **O**:

$$J = \frac{md^2}{3} \quad (2)$$

Nell'equazione (1) occorre esprimere la forza di contatto R ed il suo braccio s in funzione dell'angolo θ , dall'equilibrio alle traslazioni orizzontali dell'asta di comando:

$$F_0 = R \sin \vartheta \rightarrow R = \frac{F_0}{\sin \vartheta} \quad (3)$$

mentre dalla geometria del meccanismo si ha:

$$s \sin \vartheta = h \rightarrow s = \frac{h}{\sin \vartheta} \quad (4)$$

Sostituendo (3-4) in (1) si trova:

$$\frac{F_0 h}{\sin^2 \vartheta} - mg \frac{d}{2} \cos \vartheta = J \dot{\omega} \quad (5)$$

La (5) può essere rielaborata come segue:

$$\begin{aligned} \frac{F_0 h}{\sin^2 \vartheta} - mg \frac{d}{2} \cos \vartheta &= J \frac{d\omega}{d\vartheta} \frac{d\vartheta}{dt} \\ \left(\frac{F_0 h}{\sin^2 \vartheta} - mg \frac{d}{2} \cos \vartheta \right) d\vartheta &= J \omega d\omega \\ -F_0 h \left(\frac{1}{\tan \vartheta} - \frac{1}{\tan \vartheta_0} \right) - mg \frac{d}{2} (\sin \vartheta - \sin \vartheta_0) &= \frac{1}{2} J (\omega^2 - \omega_0^2) \end{aligned} \quad (6)$$

che fornisce l'espressione di ω cercata. Imponendo le condizioni iniziali, $\omega(\pi/4)=0$, si ha:

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} J \omega^2 &= -F_0 h (\cot \vartheta - 1) - mg \frac{d}{2} \left(\sin \vartheta - \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \\ \omega(\vartheta)^2 &= \frac{6F_0 h}{md^2} (1 - \cot \vartheta) + \frac{3g}{d} \left(\frac{\sqrt{2}}{2} - \sin \vartheta \right) \end{aligned} \quad (7)$$

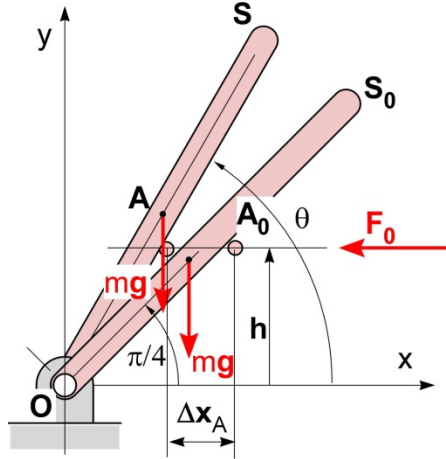
In particolare, per $\theta=\pi/2$:

$$\omega^2 \left(\frac{\pi}{2} \right) = \frac{6F_0 h}{md^2} + \frac{3g}{d} \left(\frac{\sqrt{2}}{2} - 1 \right) \quad (8)$$

$$\omega\left(\frac{\pi}{2}\right) = \omega^* = \sqrt{\frac{6h}{md^2} F_0 + \frac{3}{2}(\sqrt{2} - 2)\frac{g}{d}} \quad (9)$$

L'integrale generale del moto (7) era ricavabile in modo più semplice scrivendo l'equazione di bilancio energetico:

$$L_m - L_r - L_p = \Delta T \quad (10)$$



Nel caso presente la forza resistente (peso dell'asta) e quella motrice F_0 sono a potenziale e vengono trascurate le resistenze passive; per esprimere il lavoro della forza motrice è necessario calcolare il suo spostamento Δx_A , che vale:

$$\Delta x_A = \frac{h}{\tan \vartheta_0} - \frac{h}{\tan \vartheta} = \left(\frac{1}{\tan \frac{\pi}{4}} - \frac{1}{\tan \vartheta} \right) h = \left(1 - \frac{1}{\tan \vartheta} \right) h \quad (11)$$

Pertanto si trova ancora una volta l'espressione già trovata in (6):

$$F_0 h \left(\frac{1}{\tan \vartheta_0} - \frac{1}{\tan \vartheta} \right) - mg \frac{L}{2} (\sin \vartheta - \sin \vartheta_0) = \frac{1}{2} J (\omega^2 - \omega_0^2)$$