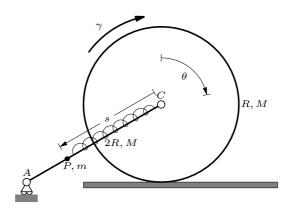
In un piano verticale, un disco omogeneo di raggio R e massa M rotola senza strisciare su una guida orizzontale. L'asta AC, omogenea di lunghezza 2R e massa M, ha l'estremo A vincolato a scorrere orizzontalmente alla stessa quota della guida e l'estremo C incernierato nel centro del disco. Il punto materiale P di massa m scivola senza attrito lungo l'asta. Un molla lineare, di costante elastica  $k = \frac{mg}{R}$  e lunghezza di riposo zero, collega i punti P e C, mentre una coppia oraria  $\gamma$  agisce sul disco. Tutti i vincoli sono da considerarsi ideali. Si scelgano come coordinate libere  $\theta$ , angolo orario di rotazione del disco, ed s, allungamento della molla orientato come in figura.

- 1. Calcolare il momento d'inerzia del sistema rispetto all'asse a parallelo all'asta e passante per il punto di contatto disco guida [MAX 6 PT].
- 2. Determinare la velocità e l'accelerazione del punto P in funzione delle coordinate libere [MAX 3 PT].
- 3. Scrivere le equazioni di Lagrange del sistema [MAX 7 PT].
- 4. Determinare la coppia  $\gamma$  che garantisce l'accelerazione costante di C pari a  $\frac{1}{\sqrt{3}}g\mathbf{i}$  sapendo che all'istante t=0 il punto P è sovrapposto ad A ed il sistema è istantaneamente in quiete [MAX 8 PT].
- 5. Nelle ipotesi del punto precedente, determinare la reazione vincolare in A come funzione del tempo [MAX 9 PT].



1. Detto a' l'asse passante per i punti A e C, si ha che solamente il disco ha momento d'inerzia non nullo rispetto ad a', quindi:

$$I_{a'} = \frac{1}{4}MR^2.$$

D'altra parte a' è asse di simmetria per l'intero sistema e quindi contiene il baricentro. Il teorema di Huygens-Steiner permette di calcolare il momento d'inerzia rispetto all'asse a parallelo ad a' e passante per il punto di contatto disco guida. Poiché la distanza tra gli assi a' ed a è

$$d = \frac{\sqrt{3}}{2}R,$$

si ha che:

$$I_a = I_{a'} + (2M + m)d^2 = \frac{7}{4}MR^2 + \frac{3}{4}mR^2.$$

2. Fissato un sistema di riferimento cartesiano, con origine sulla guida e l'asse  $\mathbf{j}$  diretto come la verticale ascendente, si ha

$$OP = OC + CP = (x_C - \frac{\sqrt{3}}{2}s)\mathbf{i} + \left(R - \frac{s}{2}\right)\mathbf{j}.$$

Tenuto conto che l'asta forma un angolo fisso di  $\frac{\pi}{6}$  con l'orizzontale e che, per l'ipotesi di puro rotolamento,  $\dot{x}_C = R\dot{\theta}$ , si ottiene:

$$\mathbf{v}_P = (R\dot{\theta} - \frac{\sqrt{3}}{2}\dot{s})\mathbf{i} - \frac{\dot{s}}{2}\mathbf{j},$$

$$\mathbf{a}_P = (R\ddot{\theta} - \frac{\sqrt{3}}{2}\ddot{s})\mathbf{i} - \frac{\ddot{s}}{2}\mathbf{j}.$$

3. Le equazioni di Lagrange sono:

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} - \frac{\partial T}{\partial \theta} = Q_{\theta}, \qquad \frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{s}} - \frac{\partial T}{\partial s} = Q_{s}.$$

L'energia cinetica è la somma di tre contributi:

$$T(\dot{\theta}, \dot{s}) = \underbrace{\frac{3}{4}MR^2\dot{\theta}^2}_{disco} + \underbrace{\frac{1}{2}MR^2\dot{\theta}^2}_{asta} + \underbrace{\frac{1}{2}m\left(R^2\dot{\theta}^2 - \sqrt{3}R\dot{s}\dot{\theta} + \dot{s}^2\right)}_{punto}.$$

Il lavoro virtuale delle azioni attive agenti sul sistema è

$$\delta L = -mg\delta y_p - kCP \cdot \delta(CP) + \gamma \delta\theta = \left(\frac{mg}{2} - ks\right)\delta s + \gamma \delta\theta.$$

Conseguentemente le equazioni di Lagrange diventano:

$$\left(\frac{5}{2}M + m\right)R^2\ddot{\theta} - \frac{\sqrt{3}}{2}mR\ddot{s} = \gamma \tag{1}$$

$$m\ddot{s} - \frac{\sqrt{3}}{2}mR\ddot{\theta} + ks = \frac{mg}{2}. (2)$$

4. Nell'ipotesi in cui  $\mathbf{a}_c = \frac{g}{\sqrt{3}}\mathbf{i}$  si ottiene che  $\ddot{\theta} = \frac{g}{\sqrt{3}R}$ , che sostituito nell'equazione (2) dà (una volta usato il valore di k dato nel testo):

$$\ddot{s} + \frac{g}{R}s = g.$$

Quest'ultima ammette come soluzione generale:

$$s(t) = A\cos\left(\sqrt{\frac{g}{R}}t + \varphi\right) + R.$$

L'ipotesi che a t=0 il sistema sia in quiete con P sovrapposto ad A, fornisce le condizioni iniziali s(0)=2R ed  $\dot{s}(0)=0$ . Si ottiene dunque

$$s(t) = R \left[ \cos \left( \sqrt{\frac{g}{R}} t \right) + 1 \right].$$

Sostituendo s(t) nell'equazione (1) e risolvendo per  $\gamma$  otteniamo:

$$\gamma(t) = \left(\frac{5}{2}M + m\right) \frac{R}{\sqrt{3}}g + \frac{\sqrt{3}}{2}mgR\cos\left(\sqrt{\frac{g}{R}}t\right)$$

5. Consideriamo il sottosistema formato dall'asta ed dal punto. La seconda equazione rispetto al polo C si scrive:

$$\dot{\mathbf{K}}_C + \dot{C} \wedge \mathbf{Q} = \mathbf{M}_C^{(e)} \tag{3}$$

dove  $\mathbf{K}_C = CG \wedge M\mathbf{v}_G + CP \wedge m\mathbf{v}_P$ . Di conseguenza

$$\dot{\mathbf{K}}_C + \dot{C} \wedge \mathbf{Q} = CG \wedge M\mathbf{a}_G + CP \wedge m\mathbf{a}_P = \frac{1}{2} (MR + ms) R\ddot{\theta}\mathbf{k}.$$

D'altra parte

$$\mathbf{M}_C^{(e)} = \left(-V_A R + \frac{1}{2} M g R + \frac{1}{2} m g s\right) \sqrt{3} \mathbf{k}.$$

Nell'ipotesi del punto precedente si ha

$$\ddot{\theta} = \frac{g}{\sqrt{3}R}$$
  $s(t) = R \left[ \cos \left( \sqrt{\frac{g}{R}} t \right) + 1 \right]$ 

e, di conseguenza, l'equazione (3) porta a

$$V_A(t) = \frac{1}{3} \left\{ M + m \left[ \cos \left( \sqrt{\frac{g}{R}} t \right) + 1 \right] \right\} g.$$