

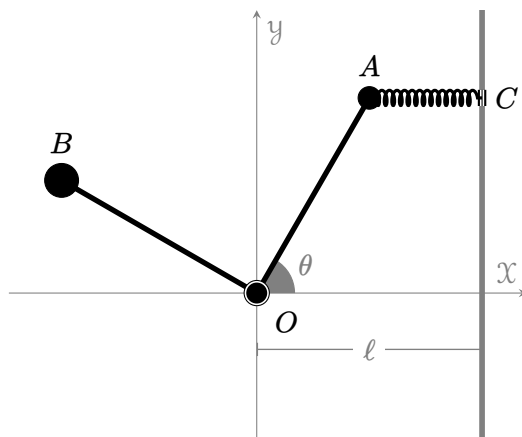
## ESAME DI MECCANICA RAZIONALE

CORSO DI LAUREA IN ARCHITETTURA – INGEGNERIA  
ALMA MATER – UNIVERSITÀ DI BOLOGNA

13 Gennaio 2025

ISTRUZIONI. Il tempo a disposizione per la risoluzione è di 120 minuti. Risposte non giustificate non verranno conteggiate. Il voto minimo per l'accesso all'orale è 15/30.

In un piano verticale sono date due aste di massa trascurabile identificate dai segmenti ortogonali  $\overline{OA}$  e  $\overline{OB}$  rispettivamente, ciascuno di lunghezza  $\ell$ : come visibile in figura, esse sono saldate tramite un giunto rigido “ad L” in  $O$ , di modo che durante il loro moto sia sempre  $\overline{OA} \perp \overline{OB}$ . Il giunto è imperniato nell'origine di un riferimento cartesiano tramite una cerniera che permette al sistema di aste di ruotare liberamente attorno ad esso mantenendosi nel piano verticale. L'estremo  $A$  di una delle due aste è inoltre collegato, tramite una molla ideale di lunghezza a riposo trascurabile e costante elastica  $k$ , ad un carrello  $C$  che scorre su una guida verticale e a distanza  $\ell$  da  $O$ , di modo che  $\overline{AC}$  rimanga sempre orizzontale. In  $A$ ,  $B$  ed  $O$  sono collocate delle masse puntiformi, pari a  $m$ ,  $2m$  ed  $m$  rispettivamente.



- A** Si calcoli il momento d'inerzia del sistema rispetto ad un asse ortogonale al piano in cui esso giace e passante per il suo centro di massa.

**Suggerimento.** Una possibile maniera di procedere è calcolare inizialmente il momento d'inerzia rispetto all'asse passante per  $O$  e quindi utilizzare il teorema di Huygens–Steiner.

- B** Detto  $g$  il modulo dell'accelerazione di gravità, si assuma la seguente relazione:

$$k\ell = 2mg.$$

Sotto questa ipotesi, si mostri che il sistema è associabile ad un potenziale in una variabile lagrangiana  $\theta$ , nella forma

$$U(\theta) = a(\sin \theta + \cos^2 \theta)$$

a meno di costanti additive e per una certa costante reale  $a$ . Si calcolino le posizioni di equilibrio del sistema, e si valuti se sono stabili o meno.

**Suggerimento.** Sull'intervallo  $[-\pi, \pi)$ , l'equazione  $\sin \theta = 1/2$  ha come soluzioni  $\theta = \frac{\pi}{6}$  e  $\theta = \frac{5\pi}{6}$ .

- C** Si calcoli la reazione vincolare  $\vec{\Phi}_O$  in  $O$  in condizioni statiche. Per quale valore di  $\theta$  il suo modulo è massimo?

# SOLUZIONE

- A** Calcoliamo anzitutto la posizione del centro di massa del sistema. Sia  $\vec{OA}$  la posizione di  $A$ ,  $\vec{OB}$  la posizione di  $B$ . Il centro di massa  $G$  del sistema è quindi in

$$\vec{OG} = \frac{m\vec{OA} + 2m\vec{OB} + m\vec{0}}{4m} = \frac{\vec{OA} + 2\vec{OB}}{4} = \ell \frac{\cos\theta - 2\sin\theta}{4} \hat{i}_1 + \ell \frac{\sin\theta + 2\cos\theta}{4} \hat{i}_2.$$

Come da suggerimento, la maniera più semplice di procedere è quella di utilizzare il teorema di Huygens–Steiner: calcoliamo prima il momento d'inerzia rispetto all'asse ortogonale al piano passante per  $O$ ,

$$I_O = md^2(A, O) + 2md^2(B, O) = 3m\ell^2,$$

dove abbiamo usato il fatto che  $d(A, O) = d(B, O) = \ell$ , mentre la massa in  $O$  non contribuisce essendo esattamente sull'asse. “Trasliamo” ora questa quantità riferendola a  $G$  usando il teorema. Tenendo conto del fatto che i vettori  $\vec{OA}$  e  $x_B$  sono ortogonali e hanno entrambi modulo  $\ell$ ,

$$d^2(G, O) = \|\vec{OG}\|^2 = \langle \vec{OG}, \vec{OG} \rangle = \frac{\|\vec{OA}\|^2 + 4\|x_B\|^2}{16} = \frac{5\ell^2}{16}.$$

Osservando che la massa totale del sistema è  $4m$ ,

$$I_G = I_O - 4md^2(G, O) = 3m\ell^2 - 4m \frac{5\ell^2}{16} = \frac{7}{4}m\ell^2.$$

- B** Sul sistema agiscono solo forze attive conservative, ovvero la forza gravitazionale e quella elastica, per cui possiamo studiare il potenziale in funzione del parametro lagrangiano  $\theta$  che, a meno di periodicità, possiamo intendere su  $[-\pi, \pi)$ , e scrivere

$$V(\theta) = 4mgy_G + \frac{1}{2}k(\ell - x_A)^2 + c = mgl(\sin\theta + 2\cos\theta) + \frac{1}{2}k\ell^2(1 - \cos\theta)^2 + c'$$

dove  $y_G = \ell \frac{\sin\theta + 2\cos\theta}{4}$  e  $x_A = \ell \cos\theta$  sono rispettivamente l'ordinata del centro di massa e l'ascissa di  $A$ , mentre  $c, c'$  sono costanti. Espandendo e imponendo il fatto che  $m = \frac{k\ell}{2g}$  si trova

$$V(\theta) = \frac{k\ell^2}{2} (\sin\theta + \cos^2\theta) + c''.$$

Non essendoci punti estremali nel supporto di  $U$ , cerchiamo direttamente i punti di equilibrio imponendo

$$\partial_\theta U(\theta) = \frac{k\ell^2}{2} (\cos\theta - 2\cos\theta \sin\theta) = \frac{k\ell^2}{2} \cos\theta(1 - 2\sin\theta) = 0$$

che fornisce  $\cos\theta = 0$  e  $\sin\theta = 1/2$ , ovvero, a meno di periodicità di  $2\pi$ ,

$$\theta_\pm = \pm \frac{\pi}{2}, \quad \theta_1 = \arcsin \frac{1}{2} = \frac{\pi}{6}, \quad \theta_2 = \pi - \arcsin \frac{1}{2} = \frac{5}{6}\pi.$$

Per studiarne la stabilità, consideriamo la derivata seconda,

$$\partial_\theta^2 V(\theta) = -\frac{k\ell^2}{2} (\sin\theta - 4\sin^2\theta + 2).$$

Abbiamo che  $\partial_\theta^2 V(\theta)|_{\theta=\theta_+} = \frac{1}{2}k\ell^2 > 0$  e  $\partial_\theta^2 V(\theta)|_{\theta=\theta_-} = \frac{3}{2}k\ell^2 > 0$ , ovvero  $\theta_\pm$  sono punti di minimo per  $V$  e quindi stabili; viceversa,  $\theta_{1,2}$  hanno  $\sin\theta_{1,2} = 1/2$  per cui  $\partial_\theta^2 V(\theta)|_{\theta=\theta_{1,2}} = -\frac{3}{4}k\ell^2 < 0$ , per cui i punti sono di equilibrio instabile.

- C** Dalla prima equazione cardinale della statica, abbiamo che la reazione vincolare  $\vec{\Phi}_O$  in  $O$  deve essere opposta a tutte le forze attive, ovvero

$$\vec{\Phi}_O = -4mg - k(\vec{OC} - \vec{OA}) = 4mg\hat{i}_2 + k\ell(1 - \cos\theta)\hat{i}_1,$$

dove  $g = -g\hat{i}_2$  è l'accelerazione di gravità e abbiamo usato  $2mg = k\ell$ . Il modulo quadro del vettore è  $\|\vec{\Phi}_O\|^2 = 16m^2g^2 + k^2\ell^2(1 - \cos\theta)^2$ , che è massimo quando il secondo termine è massimo, ovvero  $\cos\theta = -1 \Rightarrow \theta = \pi$ , a meno di periodicità (alternativamente, si possono calcolare derivata prima e seconda per verificare questo fatto).