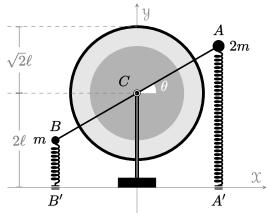
ESAME DI MECCANICA RAZIONALE

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

9 Settembre 2024

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

È dato un riferimento cartesiano in un piano verticale come in figura. Il centro C di un disco rigido di raggio $R=\sqrt{2}\ell$ è incernierato ad altezza 2ℓ dall'origine lungo l'asse \mathcal{Y} , in modo che il disco possa ruotarvi attorno liberamente. Il disco non è omogeneo: esso ha densità costante 2ρ entro una distanza $r=\ell$ dal centro, e densità ρ nella corona circolare restante. Lungo la direzione di un diametro del disco sono inoltre fissate, tramite un'asta saldata al disco e di massa trascurabile, due masse, la prima — pari a 2m — in A e la seconda — pari a m — in B, in modo che $d(B,C)=d(A,C)=2\ell$. Le masse sono infine collegate da due molle di costante elastica k all'asse delle ascisse. Dette molle sono vincolate all'asse da due carrelli ideali permettono loro di mantenersi sempre verticali.



Usando come parametro lagrangiano l'angolo θ in figura, e un valore

$$\rho = \frac{2m}{\pi \ell^2}$$

si risponda alle seguenti domande.

- ${\bf A}$ Si calcoli il momento d'inerzia del sistema rispetto all'asse ortogonale al piano e passante per C.
- **B** Si individuino le posizioni di equilibrio del sistema e se ne studi la stabilità in funzione del parametro $\eta = \frac{mg}{k\ell}$.
- C Si calcoli il modulo della velocità del centro di massa.

Scriviamo anzitutto alcune posizioni notevoli in termini del parametro θ

$$x_A = 2\ell\cos\theta\,\hat{\imath}_1 + 2\ell(1+\sin\theta)\hat{\imath}_2, \quad x_B = -2\ell\cos\theta\,\hat{\imath}_1 + 2\ell(1-\sin\theta)\hat{\imath}_2, \quad x_C = 2\ell\hat{\imath}_2.$$

A Il contributo al momento d'inerzia cercato delle masse in A e B è rispettivamente $I_A = 8m\ell^2$ e $I_B = 4m\ell^2$. Per calcolare il contributo del disco D, possiamo immaginarlo come decomposto in un disco di raggio $r = \ell$ di massa $m_1 = 2\rho\pi r^2 = 2\rho\pi\ell^2$ e una corona circolare di densità ρ di raggio interno $r = \ell$ e raggio esterno $R = \sqrt{2}\ell$, ovvero di massa $m_2 = \rho\pi(R^2 - r^2) = \rho\pi\ell^2$, in modo che il momento risultante sia dato dalla somma di quello dovuto a disco interno e corona

$$I_D = \frac{1}{2}m_1r^2 + \frac{1}{2}m_2(R^2 + r^2) = \pi\rho\ell^4 + \frac{3}{2}\rho\pi\ell^4 = \frac{5}{2}\rho\pi\ell^4 = 5m\ell^2,$$

dove nell'ultimo passaggio abbiamo usato l'espressione data per ρ . Combinando il tutto, il momento totale è $I=I_A+I_B+I_D=12m\ell^2+5m\ell^2=17m\ell^2$.

B Tutte le forze attive in gioco sono conservative e tutti i vincoli presenti sono ideali, per cui possiamo utilizzare il metodo del potenziale. Il contributo gravitazionale rilevante viene dalle sole masse A e B, dato che il disco ha centro di massa fisso, mentre compaiono due contributi dovuti alle due molle:

$$U(\theta) = -m_A g y_A - m_B g y_B - \frac{1}{2} k y_A^2 - \frac{1}{2} k y_B^2 + c$$

$$= -4 m g \ell (1 + \sin \theta) - 2 m g \ell (1 - \sin \theta) - 2 k \ell^2 (1 + \sin \theta)^2 - 2 k \ell^2 (1 - \sin \theta)^2 + c$$

$$= -2 m g \ell \sin \theta - 4 k \ell^2 \sin^2 \theta + c' = -2 k \ell^2 (\eta \sin \theta + 2 \sin^2 \theta) + c'$$

dove c, c' sono due costanti. Sull'angolo θ non ci sono vincoli. Scegliendo di lavorare (ad esempio) nell'intervallo $(-\pi, \pi]$ (tutti i risultati varranno a meno di multipli 2π), i punti di equilibrio si trovano come solito da

$$\partial_{\theta}U(\theta) = -2k\ell^2\cos\theta(\eta + 4\sin\theta) = 0$$

$$\Rightarrow \theta_{\pm}^0 = \pm \frac{\pi}{2}, \quad \theta_1 = -\arcsin\frac{\eta}{4}, \quad \theta_2 = -\pi + \arcsin\frac{\eta}{4},$$

dove le soluzioni θ_1 e θ_2 esistono se e solo se $\eta\coloneqq\frac{mg}{k\ell}\le 4$. Per calcolarne la stabilità, valutiamo

$$\partial_{\theta}^{2}U(\theta) = -2k\ell^{2}(2 - \eta\sin\theta - 4\sin^{2}\theta).$$

Per $\theta=\pm\frac{\pi}{2},\ \partial_{\theta}^{2}U(\theta)\big|_{\theta=\theta_{\pm}^{0}}=2k\ell^{2}(4\pm\eta)$, ovvero la soluzione $\theta_{+}^{0}=\frac{\pi}{2}$ è sempre instabile, mentre la soluzione $\theta_{-}^{0}=-\frac{\pi}{2}$ è stabile se $\eta>2$. Per $\theta=\theta_{1}$ o $\theta=\theta_{2}$, ovvero quando $\sin\theta=-\frac{\eta}{4}$, allora $\partial_{\theta}^{2}U(\theta)\big|_{\theta=\theta_{1/2}}=-\frac{1}{4}k\ell^{2}(16-\eta^{2})$. Questa quantità è negativa, e quindi queste due soluzioni, quando esistono, sono stabili.

C Per calcolare la velocità del centro di massa, calcoliamone prima la posizione. Osserviamo che la massa del disco è

$$m_D = m_1 + m_2 = 3\rho\pi\ell^2 = 6m$$

da quanto calcolato sopra. Essendo il centro di massa del disco in C, usiamo la formula per il centro di massa

$$x_{G} = \frac{m_{A}x_{A} + m_{B}x_{B} + m_{D}x_{C}}{m_{A} + m_{B} + m_{D}} = \frac{2\cos\theta \hat{\imath}_{1} + 2(9+\sin\theta)\hat{\imath}_{2}}{9}\ell$$

sicché la sua velocità è

$$v_G = \dot{x}_G = \frac{-2\mathrm{sin}\theta \hat{\imath}_1 + 2\mathrm{cos}\theta \hat{\imath}_2}{9}\ell\dot{\theta} \Rightarrow ||v_G|| = \sqrt{\left(-\frac{2\ell\dot{\theta}}{9}\mathrm{sin}\theta\right)^2 + \left(\frac{2\ell\dot{\theta}}{9}\mathrm{cos}\theta\right)^2 = \frac{2}{9}\ell|\dot{\theta}|}.$$