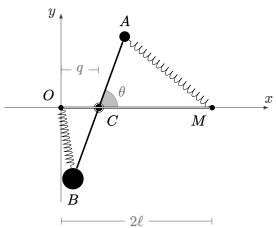
ESAME DI MECCANICA RAZIONALE

CORSO DI ARCHITETTURA E INGEGNERIA ALMA MATER – UNIVERSITÀ DI BOLOGNA

1 Dicembre 2023

ISTRUZIONI. Il tempo a disposizione per la risoluzione è di 120 minuti. Ogni domanda corrisponde ad un massimo di 6 punti. Il voto minimo per l'accesso all'orale è 15/30.

In figura è rappresentato un sistema mobile su un piano dove è dato un sistema di riferimento cartesiano Oxy. Il sistema è costituito da un'asta rigida, di massa trascurabile e di lunghezza 2ℓ , incerniata nel suo centro geometrico C vincolato a muoversi lungo l'asse x. L'asta è libera di ruotare attorno a C, che a sua volta è libero di scorrere senza attrito lungo l'asse delle ascisse tra l'origine O e un punto fisso a distanza 2ℓ da essa, che chiamiamo M. Agli estremi dell'asta si trovano due masse: in un estremo, sia detto A, è collocata una massa pari a m, mentre nell'altro, sia detto B, la massa è pari a 2m. La massa in B è collegata all'origine O da una molla ideale di costante elastica k, mentre la massa in A è collegata a M da una seconda molla ideale, di uguale costante elastica k. Entrambe le molle hanno lunghezza a riposo trascurabile.



- (1) Individuare i gradi di libertà del sistema, i suoi parametri lagrangiani con i rispettivi domini, le forze *attive* agenti e il tipo di vincoli a cui esso è soggetto.
- (2) Determinare le due configurazioni di equilibrio del sistema e studiarne la stabilità. A quali configurazioni corrispondono nel limite $k \to 0^+$? Qual è il valore di equilibrio di q in questo limite?

Suggerimento. Ricordate che, dato un triangolo di lati a,b e c, se α è l'angolo compreso tra i lati a e b, allora vale la legge del coseno $c^2=a^2+b^2-2ab\cos\alpha$. Suggerimento. L'equazione $\tan\theta=c$, con $c\in\mathbb{R}$, ha due soluzioni θ_\pm sul dominio $[-\pi,\pi)$, una con $\cos\theta_+>0$ e una con $\cos\theta_-<0$.

- (3) Valutare se le configurazioni di confine possono essere di equilibrio.
- (4) Calcolare il momento d'inerzia del sistema rispetto all'asse perpendicolare al piano passante per C e rispetto all'asse perpendicolare al piano passante per O in funzione della distanza q tra O e C e dell'angolo $\theta = \widehat{ACM}$.
- (5) Calcolare l'energia cinetica del sistema e derivare la matrice cinetica associata.

- (1) Il sistema ha due gradi di libertà, descritti dai parametri lagrangiani $\theta \in [-\pi, \pi)$ e $q \in [0, 2\ell]$. Le forze attive agenti sono la forza peso su A, $P_A = -mg\hat{\imath}_2$, la forza peso su B, $P_B = -2m\hat{\imath}_2$ (con $\hat{\imath}_2$ versore diretto verso l'alto), la forza elastica applicata su A, $F_A = k'\overrightarrow{AM}$ e la forza elastica applicata su B, $F_B = k\overrightarrow{BO}$. L'unico vincolo attivo è olonomo, ideale e bilaterale, tale da forzare C a muoversi sul segmento \overrightarrow{OM} .
- (2) Essendo

$$y_A = \ell \sin \theta, \qquad y_B = -\ell \sin \theta,$$

ed inoltre (usando la legge del coseno)

$$d^{2}(A, M) = \ell^{2} + (2\ell - q)^{2} - 2\ell(2\ell - q)\cos\theta, \qquad d^{2}(B, O) = \ell^{2} + q^{2} - 2\ell q\cos\theta.$$

l'energia potenziale del sistema può essere espressa in termini delle due variabili q e θ come segue:

$$V(q,\theta) = mgy_A - 2mgy_B + \frac{k}{2}d^2(A,M) - \frac{k}{2}d^2(B,O) + c$$

= $-mg\ell \sin \theta + k(3\ell^2 - 2\ell q + q^2 + 2\ell^2 \cos \theta) + c$

dove c è una generica costante additiva. Le posizioni di equilibrio si ottengono cercando i punti stazionari di questa funzione. Si ottiene

$$\frac{\partial V}{\partial q} = 2k(q-\ell) = 0, \qquad \frac{\partial V}{\partial \theta} = \ell(2l\ell\sin\theta - mg\cos\theta) = 0.$$

Queste forniscono come soluzione

$$q = \ell$$

e tan $\theta = \frac{mg}{2k\ell}$, che, come da suggerimento, ha due soluzioni, θ_{\pm} , una con coseno positivo, $\theta_{+} = \arctan \frac{mg}{2k\ell}$, e l'altra con coseno negativo, $\theta_{-} = \arctan \frac{mg}{2k\ell} - \pi$. Abbiamo quindi due possibili punti di equilibrio,

$$(q,\theta) = (\ell,\theta_+), \qquad (q,\theta) = (\ell,\theta_-)$$

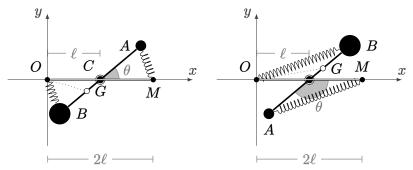
La matrice Hessiana può essere scritta come

$$\boldsymbol{H} \!=\! \! \begin{pmatrix} \partial_q^2 V & \partial_{q\theta}^2 V \\ \partial_{q\theta}^2 V & \partial_{\theta}^2 V \end{pmatrix} \! = \! \begin{pmatrix} 2k & 0 \\ 0 & \ell(2k\ell \mathrm{cos}\theta + mg\mathrm{sin}\theta) \end{pmatrix} \! = \! \begin{pmatrix} 2k & 0 \\ 0 & \ell\mathrm{cos}\theta(2k\ell + mg\mathrm{tan}\theta) \end{pmatrix}$$

che nei nostri punti di equilibrio diventa

$$\boldsymbol{H} = \begin{pmatrix} 2k & 0\\ 0 & \frac{4k^2\ell + m^2g^2}{2k}\cos\theta_{\pm} \end{pmatrix}$$

Questa ha determinante positivo per θ_+ (quest'angolo corrisponde quindi ad una soluzione stabile) e determinante negativo per θ_- (quest'angolo corrisponde perciò ad una soluzione instabile).



Nel limite $k \to 0^+$, le due molle sono assenti. Le due configurazioni di equilibrio trovate corrispondono a $\theta_\pm = \pm \frac{\pi}{2}$, ovvero le due masse sono in verticale: nella configurazione stabile, la massa più pesante è in basso. Nel limite $k \to 0^+$, q può essere qualsivoglia nell'intervallo $[0,2\ell]$, dato che l'equazione per esso $\partial_q V = 0$ è sempre soddisfatta

(3) Le configurazioni di confine si hanno per q = 0 e $q = 2\ell$, e per ogni θ . Per valutare se sono di equilibrio utilizziamo il principio dei lavori virtuali, scrivendo

$$\delta L = -\frac{\partial V}{\partial q} \delta q - \frac{\partial V}{\partial \theta} \delta \theta = 2k(\ell - q)\delta q + \ell(mg\cos\theta - 2k\ell\sin\theta)\delta\theta \le 0.$$

Nel primo punto si deve avere $\delta q > 0$ e $\delta \theta$ arbitrario, per cui

$$\left.\frac{\partial V}{\partial q}\right|_{q=0}\geq 0 \qquad \left.\frac{\partial V}{\partial \theta}\right|_{q=0}=0.$$

La seconda equazione fornisce la nota condizione di equilibrio per θ , $\tan \theta = \frac{mg}{2k\ell} \Rightarrow \theta = \theta_{\pm}$, e la disuguaglianza $2k\ell \leq 0$, mai soddisfatta. Nel secondo punto si deve avere $\delta q < 0$ e $\delta \theta$ arbitrario, per cui

$$\left. \frac{\partial V}{\partial q} \right|_{q=2\ell} \le 0 \qquad \left. \frac{\partial V}{\partial \theta} \right|_{q=2\ell} = 0.$$

Di nuovo, la seconda condizione fornisce la nota condizione di equilibrio per θ , $\tan\theta = \frac{mg}{2k\ell} \Rightarrow \theta = \theta_{\pm}$, e la disuguaglianza $-2k\ell \geq 0$, anche questa mai soddisfatta. Le configurazioni non sono quindi mai di equilibrio se k>0.

(4) Il calcolo del momento di inerzia rispetto a C si può effettuare utilizzando la definizione in maniera immediata,

$$I_C = 2m\ell^2 + m\ell^2 = 3m\ell^2$$
.

Per calcolare il momento di inerzia rispetto all'asse passante per O, possiamo calcolare anzitutto le coordinate del centro di massa G partendo dalle coordinate delle due masse date rispetto alle variabili θ e q. Abbiamo che

$$x_A = q + \ell \cos \theta, \qquad y_A = \ell \sin \theta$$

e

$$x_B = q - \ell \cos \theta, \qquad y_B = -\ell \sin \theta,$$

per cui

$$x_G = \frac{mx_A + 2mx_B}{3m} = q - \frac{\ell\cos\theta}{3}, \qquad y_G = \frac{my_A + 2my_B}{3m} = -\frac{\ell\sin\theta}{3}.$$

Il momento d'inerzia rispetto al centro di massa è

$$I_G = \frac{8}{3}m\ell^2$$

che si può calcolare anche osservando direttamente che, per ragioni di simmetria, il baricentro deve trovarsi nel segmento \overline{AB} e che quindi $d(A,G)=\frac{4}{3}\ell$ e $d(B,G)=\frac{2}{3}\ell$. Il momento di inerzia rispetto ad O può essere calcolato usando il teorema di Huygens–Steiner, osservando che

$$d^2(G,O) = x_G^2 + y_G^2 = \frac{9q^2 - 6\ell q\cos\theta + \ell^2}{q},$$

e quindi

$$I_O = m(3q^2 - 2\ell q\cos\theta + 3\ell^2).$$

Alternativamente, I_O si può calcolare direttamente utilizzando $d^2(O, A)$ e $d^2(O, B)$.

(5) Per scrivere l'energia cinetica, osserviamo che

$$\begin{split} \dot{x}_A &= \dot{q} - \ell \dot{\theta} \sin \theta, \qquad \dot{y}_A = \ell \dot{\theta} \cos \theta \Rightarrow v_B^2 = \dot{x}_B^2 + \dot{y}_B^2 = \dot{q}^2 - 2\ell \dot{q} \dot{\theta} \sin \theta + \ell^2 \dot{\theta}^2 \\ &\text{e in maniera simile} \end{split}$$

$$\begin{split} \dot{x}_B &= \dot{q} + \ell \dot{\theta} \sin \theta, \qquad \dot{y}_B = -\ell \dot{\theta} \cos \theta \Rightarrow v_B^2 = \dot{x}_B^2 + \dot{y}_B^2 = \dot{q}^2 + 2\ell \dot{q} \dot{\theta} \sin \theta + \ell^2 \dot{\theta}^2 \\ \text{per cui} \end{split}$$

$$T = \frac{1}{2} m v_A^2 + m v_B^2 = \frac{m}{2} \left(3\dot{q}^2 + 3\ell^2\dot{\theta}^2 + 2\ell\dot{q}\dot{\theta}\sin\theta \right).$$

La matrice cinetica è quindi

$$\begin{pmatrix} 3m & m\ell\sin\theta\\ m\ell\sin\theta & 3m\ell^2 \end{pmatrix}.$$