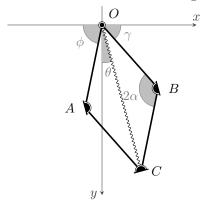
ESAME DI MECCANICA RAZIONALE

CORSO DI ARCHITETTURA E INGEGNERIA ALMA MATER – UNIVERSITÀ DI BOLOGNA

7 Febbraio 2024

ISTRUZIONI. Il tempo a disposizione per la risoluzione è di 120 minuti. È indicato il punteggio associato ad ogni domanda. 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 riferimento cartesiano Oxy. Il sistema è costituito da quattro aste di massa trascurabile e di uguale lunghezza ℓ , imperniate con quattro giunti mobili in modo da formare un rombo di vertici A, B, C e O. I giunti in A, B e C sono tali da permettere alle aste incidenti di avere un angolo reciproco compreso tra l'angolo nullo e l'angolo piatto. Il restante vertice O è fissato nell'origine del riferimento cartesiano, dove un perno permette una rotazione libera senza attrito. Sono inoltre presenti una massa m in A, una massa m in B e una massa m in C. Tutte le masse sono da assumersi puntiformi. Infine, lungo la diagonale \overline{OC} è collocata una molla di costante elastica k e lunghezza a riposo trascurabile.



- **A** Utilizzando come parametri lagrangiani gli angoli θ e α indicati in figura, scrivere le coordinate dei tre punti A, B e C. Si individuino possibili configurazioni di confine, le forze attive agenti sul sistema e il tipo di vincoli a cui esso è soggetto. [7 pt]
- B Individuare la posizione del centro di massa in funzione dei parametri lagrangiani scelti. Calcolare inoltre il momento d'inerzia del sistema rispetto ad un asse perpendicolare al piano e passante per l'origine. [8 pt]
- C Calcolare le configurazioni di equilibrio non di confine del sistema, e dire se esse sono di equilibrio stabile, instabile o indifferente. [15 pt]

Suggerimento. Per risolvere l'esercizio, si osservi che, con riferimento alla figura, gli angoli ϕ e γ si possono scrivere in termini di α e θ come

$$\phi = \alpha + \theta \qquad \gamma = \alpha - \theta.$$

A Il sistema ha due gradi di libertà, descritti dai parametri lagrangiani $\theta \in \mathbb{R}$ e $\alpha \in [0, \pi/2]$: le configurazioni aventi $\alpha = 0$ e $\alpha = \pi/2$ sono di confine. Indicando con \boldsymbol{g} vettore di accelerazione di gravità diretto verso il basso, le forze attive agenti sono la forza peso sulla massa in A, $\boldsymbol{P}_A = m\boldsymbol{g}$, la forza peso sulla massa in B, $\boldsymbol{P}_B = m\boldsymbol{g}$, e la forza peso sulla massa in C, $\boldsymbol{P}_C = m\boldsymbol{g}$. Infine, in C agisce la forza elastica $\boldsymbol{F}_C = k\overrightarrow{CO}$ dove CO ha lunghezza $2\ell \sin \alpha$. L'unico vincolo attivo è il perno in O che è olonomo e ideale e permette la rotazione del sistema. Le coordinate dei punti A, B e C sono

$$m{x}_A = \ell \left(egin{array}{c} -\cos\phi \\ \sin\phi \end{array}
ight) = \left(egin{array}{c} -\cos(lpha+ heta) \\ \sin(lpha+ heta) \end{array}
ight), \quad m{x}_B = \ell \left(egin{array}{c} \cos\gamma \\ \sin\gamma \end{array}
ight) = \left(egin{array}{c} \cos(lpha- heta) \\ \sin(lpha- heta) \end{array}
ight), \quad m{x}_C = 2\ell\sinlpha \left(egin{array}{c} \sin heta \\ \cos heta \end{array}
ight).$$

 ${\bf B}\,$ La posizione del centro di massa è

$$\boldsymbol{x}_G = \frac{m\boldsymbol{x}_A + m\boldsymbol{x}_B + m\boldsymbol{x}_C}{3m} = \frac{\ell}{3} \Big(\frac{\cos(\alpha - \theta) - \cos(\alpha + \theta) + 2\sin\alpha\sin\theta}{\sin(\alpha - \theta) + \sin(\alpha + \theta) + 2\sin\alpha\cos\theta} \Big) = \frac{4\ell\sin\alpha}{3} \Big(\frac{\sin\theta}{\cos\theta} \Big).$$

dove nell'ultimo passaggio si sono usate le formule di addizione $\cos(x+y) = \cos x \cos y - \sin x \sin y$ e $\sin(x+y) = \sin x \cos y + \cos x \sin y$.

Il momento d'inderzia si trova ora facilmente essendo pari a

$$I = m \|\mathbf{x}_A\|^2 + m \|\mathbf{x}_B\|^2 + m \|\mathbf{x}_C\|^2 = 2m\ell^2 (1 + 2\sin^2 \alpha).$$

C Osservando che $d^2(C,O) = 4\ell^2 \sin^2 \alpha$, possiamo scrivere l'energia potenziale come combinazione di un contributo gravitazionale U_g e un contributo elastico U_k . Avendo a disposizione le coordinate del centro di massa, possiamo scrivere

$$U_g = 4m\ell g \cos\theta \sin\alpha, \qquad U_k = -2k\ell^2 \sin^2\alpha$$

così che l'energia potenziale globale possa scriversi

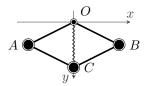
$$U = U_q + U_k = 4m\ell g \cos\theta \sin\alpha - 2k\ell^2 \sin^2\alpha.$$

I punti stazionari si ottengono risolvendo la coppia di equazioni

$$\partial_{\theta}U = 0 \Leftrightarrow \sin \alpha \sin \theta = 0, \qquad \partial_{\alpha}U = 0 \Leftrightarrow \cos \alpha (mg\cos \theta - k\ell\sin \alpha) = 0.$$

Dato che stiamo escludendo le configurazioni di confine, possiamo assumere $\cos\alpha\neq0$ e $\sin\alpha\neq0$. Deve essere quindi $\sin\theta=0$, abbiamo $\theta=n\pi$, $n\in\mathbb{Z}$. Se n è pari, la seconda equazione fornisce $mg-k\ell\sin\alpha=0$, ovvero, se $\frac{mg}{k\ell}<1$, $\alpha=\arcsin\frac{mg}{k\ell}$: diversamente non esiste una soluzione che non sia di confine. Se n è dispari, si ottiene $-mg-k\ell\sin\alpha=0$ che non ha soluzione per $\alpha\in(0,\pi/2)$. L'unico possibile punto stazionario è quindi

(1)
$$(\alpha, \theta) = \left(\arcsin \frac{mg}{k\ell}, 0\right), \quad \text{se } \frac{mg}{k\ell} < 1.$$



La stabilità può essere studiata valutando la matrice Hessiana in questo punto di equilibrio. La matrice è

$$\mathbf{H} = -4\ell \begin{pmatrix} k\ell(\cos^2\alpha - \sin^2\alpha) + mg\sin\alpha\cos\theta & mg\sin\theta\cos\alpha\\ mg\sin\theta\cos\alpha & mg\cos\theta\sin\alpha \end{pmatrix}$$
$$= -4\ell \begin{pmatrix} k\ell(1 - 2\sin^2\alpha) + mg\sin\alpha\cos\theta & mg\sin\theta\cos\alpha\\ mg\sin\theta\cos\alpha & mg\cos\theta\sin\alpha \end{pmatrix}.$$

Calcolando sul punto dato dall'Eq. (1), si ha che sin $\theta=0$ e sin $\alpha=\frac{mg}{k\ell}$, per cui

$$H = 4k\ell^2 \begin{pmatrix} \frac{m^2g^2}{k^2\ell^2} - 1 & 0\\ 0 & -\frac{m^2g^2}{k^2\ell^2} \end{pmatrix}$$
 con $\frac{mg}{k\ell} < 1$.

Nell'intervallo di validità della soluzione, $4k\ell^2\left(\frac{m^2g^2}{k^2\ell^2}-1\right)<0$, per cui tale punto di equilibrio, quando esiste, è stabile.

Lo studio delle configurazioni di confine non era richiesto ma lo riportiamo per completezza come esempio. Le configurazioni di confine sono associate a $\alpha=0$ e $\alpha=\pi/2$. L'analisi può essere svolta utilizzando il principio dei lavori virtuali, ovvero calcolando δU e imponendo che tale variazione virtuale sia sempre negativa. Non avendo θ vincoli di variazione, la prima condizione da imporre è $\partial_{\theta} U=0$, ovvero $\sin\alpha\sin\theta=0$.

Per $\alpha=0$, $\partial_{\theta}U|_{\alpha=0}=0$ sempre; dovendo essere $\delta\alpha>0$, $\partial_{\alpha}U|_{\alpha=0}\leq0$, ovvero $\partial_{\alpha}U|_{\alpha=0}=4\ell mg\cos\theta\leq0$, che è vera se e solo se $\frac{\pi}{2}+2n\pi\leq\theta\leq\frac{3\pi}{2}+2n\pi$, $n\in\mathbb{Z}$: in questo intervallo di angoli θ , $\alpha=0$ è una configurazione di confine stabile.

Per $\alpha=\pi/2$, la situazione è più delicata. Infatti, $\partial_{\theta}U|_{\alpha=\pi/2}=-4\ell mg\sin\theta=0$ è soddisfatto per $\theta=n\pi,\ n\in\mathbb{Z}$. In $\alpha=\pi/2$, abbiamo che $\partial_{\alpha}U|_{\alpha=\pi/2}=0$ identicamente. Questo ci permette di dire che i punti $(\alpha,\theta)=(\pi/2,n\pi),\ n\in\mathbb{Z}$, sono di equilibrio. Per capire se essi sono stabili o instabili, però, occorre considerare derivate di ordine superiore. La matrice hessiana è

$$\boldsymbol{H} = \begin{pmatrix} 4\ell^2 - 4mg\ell\cos\theta & 0\\ 0 & -4mg\ell\cos\theta \end{pmatrix}$$

che per $\theta=n\pi$ con n pari ha entrambi autovalori non positivi per $\frac{mg}{kl}\geq 1$, mentre per n dispari ha entrambi autovalori positivi ed è quindi instabile. Di conseguenza $(\alpha,\theta)=(\pi/2,n\pi),\ n\in\mathbb{Z}$ pari, è stabile se $\frac{g}{kl}\geq 1$, diversamente è instabile. È possibile eseguire un plot del valore di α associato ad una configurazione stabile al variare del parametro di controllo $\frac{mg}{k\ell}$ per $\theta=0$.

$$\alpha$$
stabile per $\theta=0$

