

Risoluzione della prova di Meccanica Analitica del 10 giugno 2022

I) 1. Usando i parametri indicati nel testo, si ha $\varphi, \vartheta \in [0, 2\pi)$.

Denotando con G il baricentro della lamina, troviamo

$$\begin{aligned} z_G &= -\frac{\ell}{2} \cos \vartheta, \\ (P - O) &= \ell \cos \varphi \mathbf{e}_x + \ell \sin \varphi \mathbf{e}_y, \\ (P - D) &= (P - O) + (O - D) = \ell \cos \varphi \mathbf{e}_x + \ell(\sin \varphi - 1)\mathbf{e}_y, \\ |P - D|^2 &= 2\ell^2 - 2\ell^2 \sin \varphi, \end{aligned}$$

quindi il potenziale è dato da

$$U = -mgz_G - mgz_P - \frac{1}{2}k|P - D|^2 = mg\frac{\ell}{2} \cos \vartheta + k\ell^2 \sin \varphi + \text{cost.}$$

Notiamo che il punto P si muove in un piano orizzontale, dunque la sua forza peso non contribuisce al potenziale.

Le posizioni di equilibrio si trovano risolvendo

$$\begin{cases} \frac{\partial U}{\partial \vartheta} = -mg\frac{\ell}{2} \sin \vartheta = 0 \\ \frac{\partial U}{\partial \varphi} = k\ell^2 \cos \varphi = 0, \end{cases}$$

da cui subito troviamo le posizioni $(0, \frac{\pi}{2})$, $(0, \frac{3}{2}\pi)$, $(\pi, \frac{\pi}{2})$, $(\pi, \frac{3}{2}\pi)$.

Calcolando la matrice hessiana del potenziale, che è diagonale,

$$\mathcal{H} = \begin{bmatrix} -mg\frac{\ell}{2} \cos \vartheta & 0 \\ 0 & -k\ell^2 \sin \varphi \end{bmatrix}$$

e dunque l'unica posizione stabile è $(0, \frac{\pi}{2})$.

2. Calcoliamo subito l'energia cinetica del punto P :

$$\mathbf{v}_P = \frac{d}{dt}(P - O) = -\ell\dot{\varphi} \sin \varphi \mathbf{e}_x + \ell\dot{\varphi} \cos \varphi \mathbf{e}_y \quad \Rightarrow \quad K_P = \frac{1}{2}m|\mathbf{v}_P|^2 = \frac{1}{2}m\ell^2\dot{\varphi}^2.$$

Per la lamina conviene mettersi in un sistema di riferimento $Ox'y'z'$ in cui $\mathbf{e}_{x'}$ è lungo $(A - O)$, $\mathbf{e}_{y'}$ è lungo $(C - O)$ e $\mathbf{e}_{z'}$ perpendicolare alla lamina. In questo sistema di riferimento la matrice d'inerzia si scrive

$$J_O = \begin{bmatrix} \frac{m\ell^2}{3} & -\frac{m\ell^2}{4} & 0 \\ -\frac{m\ell^2}{4} & \frac{m\ell^2}{3} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{2m\ell^2}{3} \end{bmatrix}.$$

Per la velocità angolare vale la decomposizione

$$\boldsymbol{\omega} = -\dot{\vartheta}\mathbf{e}_{x'} + \dot{\varphi}\mathbf{e}_z$$

e poiché \mathbf{e}_z è perpendicolare a $\mathbf{e}_{x'}$, vale

$$\mathbf{e}_z = -\cos \vartheta \mathbf{e}_{y'} + \sin \vartheta \mathbf{e}_{z'}.$$

Quindi

$$\boldsymbol{\omega} = -\dot{\vartheta}\mathbf{e}_{x'} - \dot{\varphi} \cos \vartheta \mathbf{e}_{y'} + \dot{\varphi} \sin \vartheta \mathbf{e}_{z'}.$$

Visto che la lamina ha il punto O fisso, la sua energia cinetica è data da

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}\boldsymbol{\omega} \cdot J_O \boldsymbol{\omega} &= \frac{1}{2} \left(\frac{m\ell^2}{3} \dot{\vartheta}^2 + \frac{m\ell^2}{3} \dot{\varphi}^2 \cos^2 \vartheta + \dot{\varphi}^2 \sin^2 \vartheta \frac{2m\ell^2}{3} - \frac{m\ell^2}{2} \dot{\vartheta} \dot{\varphi} \cos \vartheta \right) \\ &= \frac{1}{2} \left(\frac{m\ell^2}{3} \dot{\vartheta}^2 + \frac{m\ell^2}{3} \dot{\varphi}^2 (1 + \sin^2 \vartheta) - \frac{m\ell^2}{2} \dot{\vartheta} \dot{\varphi} \cos \vartheta \right). \end{aligned}$$

3. La posizione stabile è $(0, \frac{\pi}{2})$. La matrice dell'energia cinetica nella posizione di equilibrio è data da

$$J = \begin{bmatrix} \frac{m\ell^2}{3} & -\frac{m\ell^2}{4} \\ -\frac{m\ell^2}{4} & \frac{m\ell^2}{3} \end{bmatrix}$$

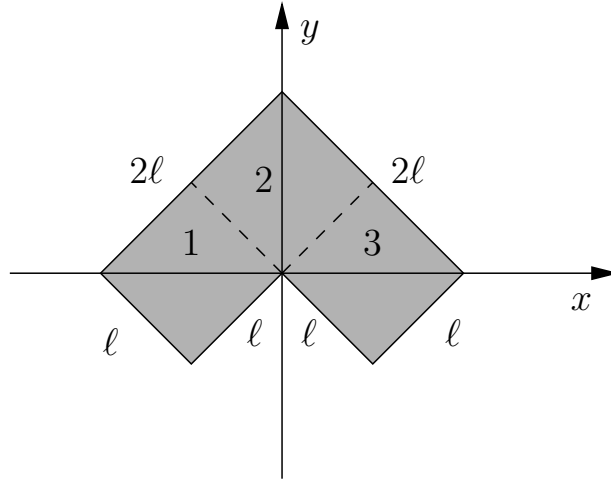
mentre l'hessiano del potenziale vale

$$\mathcal{H} = \begin{bmatrix} -mg\frac{\ell}{2} & 0 \\ 0 & -k\ell^2 \end{bmatrix},$$

quindi la lagrangiana approssimata si scrive

$$\begin{aligned} \tilde{\mathcal{L}} &= \frac{1}{2} [\dot{\vartheta} \quad \dot{\varphi}] \begin{bmatrix} \frac{m\ell^2}{3} & -\frac{m\ell^2}{4} \\ -\frac{m\ell^2}{4} & \frac{m\ell^2}{3} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{\vartheta} \\ \dot{\varphi} \end{bmatrix} + \frac{1}{2} [\vartheta \quad \varphi - \frac{\pi}{2}] \begin{bmatrix} -mg\frac{\ell}{2} & 0 \\ 0 & -k\ell^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vartheta \\ \varphi - \frac{\pi}{2} \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{2} \left(\frac{m\ell^2}{3} \dot{\vartheta}^2 + \frac{m\ell^2}{3} \dot{\varphi}^2 - \frac{m\ell^2}{2} \dot{\vartheta} \dot{\varphi} - \frac{mg\ell}{2} \vartheta^2 - k\ell^2 \left(\varphi - \frac{\pi}{2} \right)^2 \right). \end{aligned}$$

II) Poiché l'asse y è di simmetria materiale, la matrice risulterà diagonale. Conviene suddividere la lamina in tre lamine quadrate come mostrato in figura. La massa di ogni quadrato sarà m e il lato ℓ .



Ricordiamo poi che una lamina quadrata omogenea di lato ℓ e massa m ha matrice d'inerzia baricentrale data da $J_G = \text{diag}(m/\ell^2/12, m/\ell^2/12, m/\ell^2/6)$. Quindi si ha

$$J_{O11}^1 = J_{O11}^3 = J_{O22}^2 = \frac{m\ell^2}{12}.$$

Per calcolare gli altri momenti d'inerzia, usiamo il Teorema di Steiner, con $|d| = \ell\sqrt{2}/2$:

$$J_{O22}^1 = J_{O22}^3 = J_{O11}^2 = \frac{m\ell^2}{12} + \frac{m\ell^2}{2} = \frac{7}{12}m\ell^2.$$

Quindi si ha

$$\begin{aligned} J_{O11} &= J_{O11}^1 + J_{O11}^2 + J_{O11}^3 = 2\frac{m\ell^2}{12} + \frac{7}{12}m\ell^2 = \frac{3}{4}m\ell^2, \\ J_{O22} &= J_{O22}^1 + J_{O22}^2 + J_{O22}^3 = \frac{m\ell^2}{12} + 2\frac{7}{12}m\ell^2 = \frac{5}{4}m\ell^2. \end{aligned}$$

Infine, poiché la lamina è piana, si ha $J_{O33} = J_{O11} + J_{O22}$, quindi $J_{O33} = 2m\ell^2$. In definitiva, risulta

$$J_O = \text{diag} \left(\frac{3}{4}m\ell^2, \frac{5}{4}m\ell^2, 2m\ell^2 \right).$$