

## Soluzione della prova scritta di Meccanica Analitica del 24 giugno 2016 a cura di Sara Mastaglio

1) I parametri lagrangiani, come suggerito dalla figura, sono  $\xi := \overline{PA} \in [0, 2\ell]$  e  $\vartheta := \widehat{OAB} \in [0, 2\pi)$ .  
Le coordinate significative, posto  $G$  il baricentro dell'asta, sono

$$(G - O) = \ell \cos \vartheta \mathbf{e}_x - \ell \sin \vartheta \mathbf{e}_y,$$

$$(P - O) = (2\ell - \xi) \cos \vartheta \mathbf{e}_x - \xi \sin \vartheta \mathbf{e}_y,$$

$$(P - C) = -\xi \sin \vartheta \mathbf{e}_y.$$

Il potenziale è dato da

$$U = -mgy_P - mgy_G - \frac{k}{2}|P - C|^2 = mg\ell \sin \vartheta + mg\xi \sin \vartheta - \frac{k}{2}\xi^2 \sin^2 \vartheta.$$

Le posizioni di equilibrio si trovano dal sistema

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

cioè

$$\begin{cases} \sin \vartheta (mg - k\xi \sin \vartheta) = 0 \\ \cos \vartheta ((mg\ell + mg\xi) - k\xi^2 \sin \vartheta) = 0, \end{cases}$$

da cui si ricavano

- $\sin \vartheta = 0$  dà  $\xi = -\ell$  che non è accettabile;
- $\cos \vartheta = 0$  e quindi  $\vartheta = \frac{\pi}{2}$  per cui ottendiamo  $\xi = \frac{mg}{k}$  che è accettabile solo se  $\frac{mg}{k} < 2\ell$ ; per  $\vartheta = \frac{3}{2}\pi$  otteniamo  $\xi = -\frac{mg}{k}$ , che essendo negativo non è accettabile;
- dalla prima delle due equazioni si ha  $\xi \sin \vartheta = \frac{mg}{k}$  che sostituita nella seconda dà l'assurdo  $mg\ell = 0$ .

L'unica posizione di equilibrio è quindi  $P\left(\frac{mg}{k}; \frac{\pi}{2}\right)$  con  $\frac{mg}{k} < 2\ell$ .

Valutiamo la stabilità di  $P$ . L'hessiano è costituito dagli elementi

$$\begin{aligned}\frac{\partial^2 U}{\partial \xi^2} &= -k \sin^2 \vartheta, & \frac{\partial^2 U}{\partial \xi \partial \vartheta} &= mg \cos \vartheta - 2k\xi \sin \vartheta \cos \vartheta, \\ \frac{\partial^2 U}{\partial \vartheta^2} &= -(mg\ell + mg\xi) \sin \vartheta - k\xi^2 \cos^2 \vartheta + k\xi^2 \sin^2 \vartheta,\end{aligned}$$

quindi l'hessiano calcolato in  $P$  è

$$\mathcal{H}(P) = \begin{bmatrix} -k & 0 \\ 0 & -mg\ell \end{bmatrix}$$

che con due autovalori negativi ci dà una posizione di equilibrio stabile.

2) Le posizioni di confine si hanno per  $\xi = 0$  e  $\xi = 2\ell$ .

- Per la posizione  $\bar{P}_1(0, \bar{\vartheta})$  le velocità virtuali sono  $w_\xi \geq 0$  e  $w_\vartheta \in \mathbb{R}$ , quindi si deve avere

$$\begin{cases} \frac{\partial U}{\partial \xi} \leq 0 \\ \frac{\partial U}{\partial \vartheta} = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} mg \sin \bar{\vartheta} \leq 0 \\ mg\ell \cos \bar{\vartheta} = 0 \end{cases}$$

che ci dà la soluzione  $\bar{\vartheta} = \frac{3}{2}\pi$  e quindi la posizione di equilibrio di confine è  $\bar{P}_1\left(0, \frac{3}{2}\pi\right)$ .

- Per la posizione  $\bar{P}_2(2\ell, \bar{\vartheta})$  le velocità virtuali sono  $w_\xi \leq 0$  e  $w_\vartheta \in \mathbb{R}$ , quindi si deve avere

$$\begin{cases} \frac{\partial U}{\partial \xi} \geq 0 \\ \frac{\partial U}{\partial \vartheta} = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \sin \bar{\vartheta} (mg - 2k\ell \sin \bar{\vartheta}) \geq 0 \\ \cos \bar{\vartheta} (3mg\ell - 4k\ell^2 \sin \bar{\vartheta}) = 0 \end{cases}$$

che ci dà come unica soluzione accettabile  $\bar{\vartheta} = \frac{\pi}{2}$  con  $k \leq \frac{mg}{2\ell}$  e quindi la posizione di equilibrio di confine è  $\bar{P}_2\left(2\ell, \frac{\pi}{2}\right)$ .

3) Per determinare la lagrangiana del sistema dobbiamo prima calcolare l'energia cinetica:

$$K = \frac{1}{2}mv_P^2 + \frac{1}{2}mv_G^2 + \frac{1}{2}\boldsymbol{\omega} \cdot \mathbf{J}_G\boldsymbol{\omega}.$$

Calcoliamo le velocità:

$$\mathbf{v}_P = \left(-\dot{\xi} \cos \vartheta - (2\ell - \xi) \dot{\vartheta} \sin \vartheta\right) \mathbf{e}_x - \left(\dot{\xi} \sin \vartheta + \xi \dot{\vartheta} \cos \vartheta\right) \mathbf{e}_y$$

e quindi  $v_P^2 = \dot{\xi}^2 + \xi^2 \dot{\vartheta}^2 + 4\ell^2 \dot{\vartheta}^2 \sin^2 \vartheta + 4\ell \dot{\xi} \dot{\vartheta} \sin \vartheta \cos \vartheta - 4\ell \xi \dot{\vartheta}^2 \sin^2 \vartheta$ ,

$$\mathbf{v}_G = -\ell \dot{\vartheta} \sin \vartheta \mathbf{e}_x - \ell \dot{\vartheta} \cos \vartheta \mathbf{e}_y$$

e quindi  $v_G^2 = \ell^2 \dot{\vartheta}^2$ ; inoltre la velocità angolare è  $\boldsymbol{\omega} = \dot{\vartheta} \mathbf{e}_z$  e l'unico momento d'inerzia che ci interessa è  $J_G^{33} = \frac{m\ell^2}{3}$ . L'energia cinetica risulta

$$K = \frac{1}{2}m \left( \dot{\xi}^2 + 4\ell \sin \vartheta \cos \vartheta \dot{\xi} \dot{\vartheta} + \left( \xi^2 + \frac{4}{3}\ell^2 + 4\ell^2 \sin^2 \vartheta - 4\ell \xi \sin^2 \vartheta \right) \dot{\vartheta}^2 \right).$$

Infine la lagrangiana, che è data da  $\mathcal{L} = K + U$ , è

$$\begin{aligned} \mathcal{L} = & \frac{1}{2}m\dot{\xi}^2 + 2m\ell \sin \vartheta \cos \vartheta \dot{\xi} \dot{\vartheta} + \frac{1}{2}m\xi^2 \dot{\vartheta}^2 + \frac{2}{3}m\ell^2 \dot{\vartheta}^2 + \\ & + 2m\ell^2 \sin^2 \vartheta \dot{\vartheta}^2 - 2m\ell \xi \sin^2 \vartheta \dot{\vartheta}^2 + mg\ell \sin \vartheta + mg\xi \sin \vartheta - \frac{k}{2}\xi^2 \sin^2 \vartheta. \end{aligned}$$

4) La posizione di equilibrio stabile è  $P \left( \frac{mg}{k}, \frac{\pi}{2} \right)$ . Per determinare le pulsazioni delle piccole oscillazioni calcoliamo

$$\det(\omega^2 \mathbf{J}(\bar{\mathbf{q}}) + \mathcal{H}(\bar{\mathbf{q}})) = 0,$$

con  $\bar{\mathbf{q}} = \left( \frac{mg}{k}, \frac{\pi}{2} \right)$ . La matrice associata alla forma quadratica dell'energia cinetica è

$$\mathbf{J}(\mathbf{q}) = \begin{bmatrix} m & 2\ell \sin \vartheta \cos \vartheta \\ 2\ell \sin \vartheta \cos \vartheta & m \left( \xi^2 + \frac{4}{3}\ell^2 + 4\ell^2 \sin^2 \vartheta - 4\ell \xi \sin^2 \vartheta \right) \end{bmatrix},$$

che calcolata nella posizione di equilibrio stabile diventa

$$\mathbf{J}(\bar{\mathbf{q}}) = \begin{bmatrix} m & 0 \\ 0 & m \left( \frac{m^2 g^2}{k^2} + \frac{16}{3}\ell^2 - \frac{4mg\ell}{k} \right) \end{bmatrix};$$

la matrice hessiana è stata calcolata in precedenza e quindi dopo aver calcolato il determinante e imposto che sia nullo, risulta che le pulsazioni delle piccole oscillazioni sono soluzioni dell'equazione

$$m(3m^2 g^2 + 16k^2 \ell^2 - 12mg\ell k) \omega^4 - (3m^2 g^2 k + 16k^3 \ell^2 - 9mg\ell k^2) \omega^2 + 3k^3 g\ell = 0.$$

2) Per determinare la matrice d'inerzia rispetto al sistema di riferimento  $Oxyz$  dobbiamo prima calcolare la matrice d'inerzia baricentrale e spostarci in  $O$  con Huygens-Steiner. Pensiamo quindi al sistema di riferimento  $Gx'y'z'$  con assi paralleli a  $x, y, z$  e centrato nel baricentro  $G$  del corpo

rigido. Per applicare Huygens-Steiner notiamo che il corpo rigido è costituito dall'asta e dal punto materiale entrambi di massa  $m$ , quindi l'intero corpo rigido ha massa  $2m$  e otteniamo

$$\mathbf{J}_O = \mathbf{J}_G + 2m (d^2 \mathbf{1} - \mathbf{d} \otimes \mathbf{d}).$$

L'asta è inclinata di  $\pi/4$  rispetto agli assi  $x'$  e  $y'$  e quindi

$$J_G^{xx} = \frac{m(2\ell)^2}{12} \sin^2(\pi/4) = \frac{m\ell^2}{6}, \quad J_G^{yy} = \frac{m(2\ell)^2}{12} \cos^2(\pi/4) = \frac{m\ell^2}{6}, \quad J_G^{zz} = J_G^{xx} + J_G^{yy} = \frac{m\ell^2}{3},$$

$$J_G^{xy} = -\frac{m(2\ell)^2}{12} \sin(\pi/4) \cos(\pi/4) = -\frac{m\ell^2}{6}, \quad J_G^{xz} = J_G^{yz} = 0,$$

quindi

$$\mathbf{J}_G = \begin{bmatrix} \frac{m\ell^2}{6} & -\frac{m\ell^2}{6} & 0 \\ -\frac{m\ell^2}{6} & \frac{m\ell^2}{6} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{m\ell^2}{3} \end{bmatrix}.$$

Ora ci serve la distanza

$$\mathbf{d} = (G - O) = \left( \frac{\sqrt{2}}{2}\ell, -\frac{\sqrt{2}}{2}\ell, 0 \right)$$

da cui  $d^2 = \ell^2$  e

$$\mathbf{d} \otimes \mathbf{d} = \begin{bmatrix} \frac{\ell^2}{2} & -\frac{\ell^2}{2} & 0 \\ -\frac{\ell^2}{2} & \frac{\ell^2}{2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}.$$

Infine otteniamo

$$\mathbf{J}_O = \begin{bmatrix} \frac{m\ell^2}{6} & -\frac{m\ell^2}{6} & 0 \\ -\frac{m\ell^2}{6} & \frac{m\ell^2}{6} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{m\ell^2}{3} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} m\ell^2 & m\ell^2 & 0 \\ m\ell^2 & m\ell^2 & 0 \\ 0 & 0 & 2m\ell^2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{7}{6}m\ell^2 & \frac{5}{6}m\ell^2 & 0 \\ \frac{5}{6}m\ell^2 & \frac{7}{6}m\ell^2 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{7}{3}m\ell^2 \end{bmatrix}.$$