

Scritto di Meccanica Analitica e Statistica: 12-7-2007
E. Scoppola, A.Gaudillière

Soluzione esercizio 1

1) Le coordinate del punto C sono:

$$x_C = r \cos \theta \quad y_C = r \sin \theta$$

Applicando il teorema di Koenig all'asta otteniamo la sua energia cinetica:

$$T_{AB} = \frac{1}{2}mr^2\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}\frac{m4r^2}{12}\dot{\theta}^2 = \frac{1}{2}\frac{4mr^2}{3}\dot{\theta}^2$$

L'energia cinetica del punto é

$$T_P = \frac{1}{2}mr^2\dot{\phi}^2$$

quindi l'energia cinetica totale é

$$T = \frac{1}{2}\frac{4mr^2}{3}\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}mr^2\dot{\phi}^2$$

L'energia potenziale e' gravitazionale e elastica:

$$\begin{aligned} V &= mgr(\sin \theta + \sin \phi) + \frac{1}{2}Kr^2[(\cos \theta - \cos \phi)^2 + (\sin \theta - \sin \phi)^2] = \\ &= mgr(\sin \theta + \sin \phi) - Kr^2 \cos(\theta - \phi) \end{aligned}$$

La lagrangiana è dunque:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}\frac{4mr^2}{3}\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}mr^2\dot{\phi}^2 - mgr(\sin \theta + \sin \phi) + Kr^2 \cos(\theta - \phi) \quad (1)$$

con equazioni del moto:

$$\frac{4mr^2}{3}\ddot{\theta} = -mgr \cos \theta - Kr^2 \sin(\theta - \phi) \quad (2)$$

$$mr^2\ddot{\phi} = -mgr \cos \phi + Kr^2 \sin(\theta - \phi) \quad (3)$$

2) I punti di equilibrio sono i punti critici del potenziale:

$$\frac{\partial V}{\partial \theta} = mgr \cos \theta + Kr^2 \sin(\theta - \phi) = 0 \quad (4)$$

$$\frac{\partial V}{\partial \phi} = mgr \cos \phi - Kr^2 \sin(\theta - \phi) = 0 \quad (5)$$

sommando otteniamo

$$\cos \theta + \cos \phi = 0$$

da cui

$$\phi = \pi - \theta \quad \text{oppure} \quad \phi = \pi + \theta$$

Nel primo caso otteniamo l'equazione per θ :

$$r \cos \theta [mg - 2Kr \sin \theta] = 0$$

da cui otteniamo i punti critici $(\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2})$, $(\frac{3\pi}{2}, \frac{3\pi}{2})$ e se $\lambda := \frac{mg}{2Kr} < 1$ anche i punti $(\theta_{3,4}, \pi - \theta_{3,4})$ con $\theta_{3,4} = \arcsin \lambda$.

Nel secondo caso abbiamo l'equazione

$$\cos \theta = 0$$

da cui otteniamo i punti critici $(\frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2})$, $(\frac{3\pi}{2}, \frac{\pi}{2})$

- 3) Per studiare la stabilità valuto la matrice delle derivate seconde che è data da:

$$V''(\theta, \phi) = \begin{pmatrix} -mgr \sin \theta + Kr^2 \cos(\theta - \phi) & -Kr^2 \cos(\theta - \phi) \\ -Kr^2 \cos(\theta - \phi) & -mgr \sin \phi + Kr^2 \cos(\theta - \phi) \end{pmatrix} \quad (6)$$

nei diversi punti di equilibrio. Nel caso $mg = 4Kr$ abbiamo $\lambda = 2$ e dunque dobbiamo considerare solo i quattro punti di equilibrio $(\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2})$, $(\frac{3\pi}{2}, \frac{3\pi}{2})$, $(\frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2})$, $(\frac{3\pi}{2}, \frac{\pi}{2})$. Otteniamo:

$$V''(\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}) = \begin{pmatrix} -mgr + Kr^2 & -Kr^2 \\ -Kr^2 & -mgr + Kr^2 \end{pmatrix} \quad (7)$$

che ha traccia negativa e dunque il punto è instabile.

$$V''(\frac{3\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}) = \begin{pmatrix} mgr + Kr^2 & -Kr^2 \\ -Kr^2 & mgr + Kr^2 \end{pmatrix} \quad (8)$$

che ha traccia e determinante positivi e dunque il punto è stabile.

$$V''(\frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}) = \begin{pmatrix} -mgr - Kr^2 & Kr^2 \\ Kr^2 & mgr - Kr^2 \end{pmatrix} \quad (9)$$

$$V''(\frac{3\pi}{2}, \frac{\pi}{2}) = \begin{pmatrix} mgr - Kr^2 & Kr^2 \\ Kr^2 & -mgr - Kr^2 \end{pmatrix} \quad (10)$$

che hanno traccia minore di zero e dunque questi punti sono instabili.

4) Intorno al punto $(\frac{3\pi}{2}, \frac{3\pi}{2})$ abbiamo la lagrangiana delle piccole oscillazioni

$$\mathcal{L}_{po} = \frac{1}{2}(\dot{\mathbf{q}}, A\dot{\mathbf{q}}) - \frac{1}{2}((\mathbf{q} - \mathbf{q}_0), V''(\frac{3\pi}{2}, \frac{3\pi}{2})(\mathbf{q} - \mathbf{q}_0))$$

con $\mathbf{q} = (\theta, \phi)$, $\mathbf{q}_0 = (\frac{3\pi}{2}, \frac{3\pi}{2})$ e

$$A = \begin{pmatrix} \frac{4mr^2}{3} & 0 \\ 0 & mr^2 \end{pmatrix} \quad (11)$$

4) Quando il piano viene posto in rotazione alla lagrangiana precedentemente calcolata dobbiamo sottrarre il potenziale centrifugo:

$$V_{centr} = -\frac{1}{2}\omega^2 mr^2 \cos^2 \phi - \frac{1}{2}\omega^2 m \frac{4r^2}{3} \cos^2 \theta$$