

Scritto di Meccanica Analitica del 15-7-2014

E. Scoppola

Soluzione Esercizio 1

1) Abbiamo

$$\begin{aligned}x_G &= 0, & y_G &= l \sin \theta \\x_P &= s \cos \theta, & y_P &= (l - s) \sin \theta\end{aligned}$$

da cui

$$T_P = \frac{1}{2}m[\dot{s}^2 + (s^2 + \cos^2 \theta(l^2 - 2ls))\dot{\theta}^2 - 2l\dot{\theta}\dot{s} \sin \theta \cos \theta]$$

Dal teorema di Koenig abbiamo per l'energia cinetica dell'asta:

$$T_{AB} = \frac{1}{2}M(l\dot{\theta} \cos \theta)^2 + \frac{1}{2} \frac{ML^2}{12} \dot{\theta}^2$$

L'energia potenziale, a meno di termini costanti, è data da:

$$V = \frac{1}{2}Ks^2 + g \sin \theta [Ml + m(l - s)]$$

e dunque la lagrangiana è:

$$\begin{aligned}\mathcal{L} &= \frac{1}{2}m[\dot{s}^2 + (s^2 + \cos^2 \theta(l^2 - 2ls))\dot{\theta}^2 - 2l\dot{\theta}\dot{s} \sin \theta \cos \theta] \\&+ \frac{1}{2}M(l\dot{\theta} \cos \theta)^2 + \frac{1}{2} \frac{ML^2}{12} \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2}Ks^2 - g \sin \theta [Ml + m(l - s)]\end{aligned}$$

2) I punti di equilibrio corrispondono ai punti critici del potenziale soluzioni di

$$\frac{\partial V}{\partial \theta} = g \cos \theta [Ml + m(l - s)] = 0$$

$$\frac{\partial V}{\partial s} = Ks - mg \sin \theta = 0$$

cioè i punti

$$\left(\frac{\pi}{2}, \frac{mg}{K}\right), \quad \left(\frac{3\pi}{2}, -\frac{mg}{K}\right)$$

e se $\lambda := \frac{(M+m)lK}{m^2g} < 1$ anche i punti

$$\left(\theta_{3,4}, \frac{(M+m)l}{m}\right) \quad \text{con } \theta_{3,4} = \arcsin \lambda$$

Per discutere la stabilità valutiamo la matrice hessiana di V :

$$V''(\theta, s) = \begin{pmatrix} -g \sin \theta [Ml + m(l - s)] & -mg \cos \theta \\ -mg \cos \theta & K \end{pmatrix} \quad (1)$$

nei diversi punti critici. Per il punto $(\frac{\pi}{2}, \frac{mg}{K})$ otteniamo

$$V''(\frac{\pi}{2}, \frac{mg}{K}) = \begin{pmatrix} -g[(M + m)l - \frac{m^2 g}{K}] & 0 \\ 0 & K \end{pmatrix} \quad (2)$$

e dunque il punto è stabile per $\lambda < 1$ e instabile per $\lambda > 1$. Per il punto $(\frac{3\pi}{2}, -\frac{mg}{K})$ otteniamo

$$V''(\frac{3\pi}{2}, -\frac{mg}{K}) = \begin{pmatrix} g[(M + m)l + \frac{m^2 g}{K}] & 0 \\ 0 & K \end{pmatrix} \quad (3)$$

e dunque il punto è stabile sempre. Per i punti $(\arcsin \lambda, \frac{(M+m)l}{m})$ otteniamo

$$V''(\arcsin \lambda, \frac{(M + m)l}{m}) = \begin{pmatrix} 0 & -mg \cos \theta_{3,4} \\ -mg \cos \theta_{3,4} & K \end{pmatrix} \quad (4)$$

che ha determinante negativo e dunque i punti sono instabili, quando esistono. Per continuità otteniamo che per $\lambda = 1$ il punto $(\frac{\pi}{2}, \frac{mg}{K})$ è instabile.

- 3) Intorno al punto $(\frac{3\pi}{2}, -\frac{mg}{K})$ la lagrangiana delle piccole oscillazioni espressa in termini delle variabili $\mathbf{q} := (\theta, s)$ è data da:

$$\mathcal{L}_{po} = \frac{1}{2}(\dot{\mathbf{q}}, A\dot{\mathbf{q}}) - \frac{1}{2}((\mathbf{q} - \mathbf{q}_0), V''(\frac{3\pi}{2}, -\frac{mg}{K})(\mathbf{q} - \mathbf{q}_0)) \quad (5)$$

con $\mathbf{q}_0 := (\frac{3\pi}{2}, -\frac{mg}{K})$ e

$$A = \begin{pmatrix} \frac{ML^2}{12} + (m + M)l^2 & 0 \\ 0 & m \end{pmatrix} \quad (6)$$

con pulsazioni proprie:

$$\omega_1^2 = \frac{K}{m}, \quad \omega_2^2 = \frac{g[(M + m)l + \frac{m^2 g}{K}]}{\frac{ML^2}{12} + (m + M)l^2}$$

- 4) Nel caso $s = 0$ otteniamo il potenziale

$$V(y) = (M + m)gl \sin \theta$$

Dunque possiamo concludere che tutti i moti sono periodici eccetto i dati iniziali $\theta(0) = \frac{3\pi}{2}$, $\dot{\theta}(0) = 0$ caso in cui non c'è moto e quelli corrispondenti ad una energia totale

$$E = \frac{1}{2}(m + M)l^2 \dot{\theta}(0)^2 \cos^2 \theta(0) + \frac{1}{2} \frac{ML^2}{12} \dot{\theta}(0)^2 - (m + M)gl \sin \theta(0) = (M + m)gl.$$

Soluzione Esercizio 2

1) Il sistema è hamiltoniano con Hamiltoniana:

$$\frac{x^2 y^2}{2} + \ln y$$

2) Dalla funzione generatrice ricaviamo la trasformazione

$$X = xy, \quad Y = \ln y$$

3) La nuova hamiltoniana sarà

$$K(X, Y) = \frac{X^2}{2} + Y$$

con equazioni del moto

$$\dot{X} = -1, \quad \dot{Y} = X$$

che hanno soluzione

$$X(t) = X(0) - t, \quad Y(t) = Y(0) + X(0)t - \frac{t^2}{2}$$

Usando i dati iniziali otteniamo $X(0) = 1$, $Y(0) = 0$ e con la trasformazione inversa otteniamo

$$x(t) = (1 - t)e^{-t + \frac{t^2}{2}}, \quad y(t) = e^{t - \frac{t^2}{2}}.$$

4) L'equazione di Hamilton-Jacobi indipendente dal tempo è:

$$\frac{1}{2} \left(\frac{\partial W}{\partial y} \right)^2 + \ln y = \alpha$$

da cui otteniamo

$$\frac{\partial W}{\partial y} = \frac{\sqrt{2(\alpha - \ln y)}}{y}$$

da cui, usando i dati iniziali otteniamo $\beta(0) = 0$, $\alpha = 1/2$ e

$$t = 1 - \sqrt{1 - 2 \ln y}$$

da cui

$$y(t) = e^{t - \frac{t^2}{2}}$$

e

$$x = \frac{\partial W}{\partial y} = \frac{\sqrt{(1 - 2 \ln y)}}{y} = (1 - t)e^{-t + \frac{t^2}{2}}.$$