

Tutorato 5 - FM210

Soluzione Esercizio 1

1) Dal teorema di Koenig otteniamo per l'energia cinetica dell'asta

$$T_{AB} = \frac{1}{2}m\dot{y}^2 + \frac{1}{2}\frac{ml^2}{12}\dot{\theta}^2$$

Il potenziale gravitazionale è $V_g = mgy$ e quello elastico, a meno di costanti, è $V_{el} = \frac{1}{2}K(y^2 + ly \cos \theta)$. La lagrangiana dunque è:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}m\dot{y}^2 + \frac{1}{2}\frac{ml^2}{12}\dot{\theta}^2 - mgy - \frac{1}{2}K(y^2 + ly \cos \theta)$$

con equazioni del moto:

$$m\ddot{y} = -mg - Ky - \frac{1}{2}Kl \cos \theta, \quad \frac{ml^2}{12}\ddot{\theta} = \frac{1}{2}Kly \sin \theta$$

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

$$\frac{\partial V}{\partial y} = mg + Ky + \frac{1}{2}Kl \cos \theta = 0$$

$$\frac{\partial V}{\partial \theta} = -\frac{1}{2}Kly \sin \theta = 0$$

cioè i punti $\theta_1 = 0$, $\theta_2 = \pi$, con valori corrispondenti $y_1 = -\frac{mg}{K} - \frac{l}{2}$, $y_2 = -\frac{mg}{K} + \frac{l}{2}$ e se $\lambda := \frac{2mg}{Kl} < 1$ anche $\theta_{3,4} = \arccos(-\lambda)$ con $y_{3,4} = 0$.

Per studiare la stabilità valuto la matrice delle derivate seconde nei diversi punti.

$$V''(\theta, y) = \begin{pmatrix} -\frac{Kly}{2} \cos \theta & \frac{Kl}{2} \sin \theta \\ \frac{Kl}{2} \sin \theta & K \end{pmatrix} \quad (1)$$

da cui :

$$V''(\theta_1, y_1) = \begin{pmatrix} \frac{Kl}{2}(\frac{mg}{K} + \frac{l}{2}) & 0 \\ 0 & K \end{pmatrix}$$

e cioè il punto (θ_1, y_1) è stabile sempre.

$$V''(\theta_2, y_2) = \begin{pmatrix} \frac{Kl}{2}(-\frac{mg}{K} + \frac{l}{2}) & 0 \\ 0 & K \end{pmatrix}$$

e cioè il punto (θ_2, y_2) è stabile per $\lambda < 1$ e instabile per $\lambda > 1$.

$$V''(\theta_{3,4}, y_{3,4}) = \begin{pmatrix} 0 & \frac{Kl}{2} \sin \theta_{3,4} \\ \frac{Kl}{2} \sin \theta_{3,4} & K \end{pmatrix}$$

e dunque $(\theta_{3,4}, y_{3,4})$, quando essitono come punti di equilibrio, sono instabili; per continuità per $\lambda = 1$ il punto (θ_2, y_2) è instabile.

- 3) Indicando le variabili lagrangiane con $\mathbf{q} = (\theta, y)$, intorno al punto di equilibrio stabile $\mathbf{q}_0 = (\theta_1, y_1)$ la lagrangiana delle piccole oscillazioni è:

$$\mathcal{L}_{po} = \frac{1}{2}(\dot{\mathbf{q}}, A\dot{\mathbf{q}}) - \frac{1}{2}((\mathbf{q} - \mathbf{q}_0), V''(\theta_1, y_1))(\mathbf{q} - \mathbf{q}_0)$$

con

$$A = \begin{pmatrix} \frac{ml^2}{12} & 0 \\ 0 & m \end{pmatrix}$$

- 4) Calcoliamo i potenziale centrifugo:

$$V_{centr} = -\frac{1}{2}\omega^2 \frac{m}{l} \int_{-\frac{1}{2}}^{+\frac{1}{2}} (s \sin \theta)^2 ds = -\frac{1}{2}\omega^2 \frac{ml^2}{12} \sin^2 \theta$$

Dunque la nuova lagrangiana nel sistema di riferimento in rotazione è data da

$$\mathcal{L}' = \mathcal{L} + \frac{1}{2}\omega^2 \frac{ml^2}{12} \sin^2 \theta$$

- 5) L'energia potenziale nel caso $y = 0$ è data da

$$V(\theta) = -\frac{1}{2}\omega^2 \frac{ml^2}{12} \sin^2 \theta$$

dunque il moto è periodico sempre tranne per i dati iniziali:

$\theta(0) = \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}$ con $\dot{\theta}(0) = 0$, che corrispondono a punti di equilibrio;
 $\theta(0), \dot{\theta}(0)$ corrispondenti a valori dell'energia

$$E = \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} [\dot{\theta}(0)^2 - \omega^2 \sin^2 \theta(0)] = 0,$$

che corrispondono a punti di equilibrio o a moti asintotici.

Soluzione Esercizio 2

- 1) L'energia cinetica si può calcolare utilizzando il teorema di Steiner. Osserviamo che, avendo orientato l'asse y verso il basso abbiamo:

$$x_C = R \sin \theta \quad y_c = R \cos \theta$$

e dunque

$$T = \frac{1}{2} (2MR^2) \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} m \dot{y}^2$$

L'energia potenziale è la somma del potenziale gravitazionale e di quello elastico

$$V = -mgy - MgR \cos \theta + \frac{1}{2} K (y^2 - 2Ry \cos \theta)$$

La lagrangiana è quindi:

$$\mathcal{L} = MR^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} m \dot{y}^2 + mgy + MgR \cos \theta - \frac{1}{2} K (y^2 - 2Ry \cos \theta) \quad (2)$$

Le equazioni del moto sono:

$$2MR^2 \ddot{\theta} = -MgR \sin \theta - KRy \sin \theta \quad (3)$$

$$m\ddot{y} = mg - Ky + KR \cos \theta \quad (4)$$

- 2) I punti di equilibrio corrispondono ai punti critici del potenziale:

$$\frac{\partial V}{\partial \theta} = R \sin \theta (Mg + Ky) = 0 \quad (5)$$

$$\frac{\partial V}{\partial y} = Ky - KR \cos \theta - mg = 0 \quad (6)$$

da cui i punti critici:

$$(\theta_1, y_1) = \left(0, \frac{mg}{K} + R\right) \quad (\theta_2, y_2) = \left(\pi, \frac{mg}{K} - R\right) \quad (7)$$

e se $\lambda := \frac{(M+m)g}{KR} < 1$ anche $(\theta_{3,4}, y_{3,4})$ con $\theta_{3,4} = \arccos(-\lambda)$ e $y_3 = y_4 = \frac{-Mg}{K}$.

Per studiare la stabilità valuto la matrice delle derivate seconde

$$V''(\theta, y) = \begin{pmatrix} R \cos \theta (Mg + Ky) & KR \sin \theta \\ KR \sin \theta & K \end{pmatrix} \quad (8)$$

nei diversi punti critici.

$$V''(\theta_1, y_1) = \begin{pmatrix} R(Mg + mg + KR) & 0 \\ 0 & K \end{pmatrix} \quad (9)$$

e dunque il punto di equilibrio (θ_1, y_1) è stabile;

$$V''(\theta_2, y_2) = \begin{pmatrix} -R(Mg + mg - KR) & 0 \\ 0 & K \end{pmatrix} \quad (10)$$

che è instabile per $\lambda \geq 1$ e stabile per $\lambda < 1$. Per $\lambda < 1$ abbiamo per i punti $(\theta_{3,4}, y_{3,4})$:

$$V''(\theta_{3,4}, y_{3,4}) = \begin{pmatrix} 0 & \mp KR \sin \theta_{3,4} \\ \mp KR \sin \theta_{3,4} & K \end{pmatrix} \quad (11)$$

che ha determinante negativo e dunque i punti di equilibrio $(\theta_{3,4}, y_{3,4})$ sono instabili quando esistono.

- 3) La lagrangiana delle piccole oscillazioni intorno al punto $\mathbf{x}_1 = (\theta_1, y_1)$ si può scrivere in forma vettoriale, con $\mathbf{x} = (\theta, y)$:

$$\mathcal{L}_{po} = \frac{1}{2}(\dot{\mathbf{x}}, A\dot{\mathbf{x}}) - \frac{1}{2}((\mathbf{x} - \mathbf{x}_1), V''(\mathbf{x}_1)(\mathbf{x} - \mathbf{x}_1))$$

con

$$A = \begin{pmatrix} 2MR^2 & 0 \\ 0 & m \end{pmatrix}$$

con pulsazioni proprie

$$\omega_1 = \sqrt{\frac{K(\lambda + 1)}{2M}}, \quad \omega_2 = \sqrt{\frac{K}{m}}.$$

- 4) Per calcolare la lagrangiana nel sistema di riferimento in rotazione bisogna sottrarre alla lagrangiana trovata al punto 1) il potenziale centrifugo che si ottiene calcolando

$$V_{centr} = -\frac{1}{2}\omega^2 \rho R \int_0^{2\pi} (R \sin \theta + R \cos \phi)^2 d\phi = -\frac{1}{2}\omega^2 m R^2 \sin^2 \theta + cost$$