

I Esonero di Meccanica Analitica e Statistica: 22-2-2007
E. Scoppola

Soluzione

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

$$T_a = \frac{1}{2}M\dot{x}^2 + \frac{1}{2}Mr^2\dot{x}^2 = M\dot{x}^2 \quad (1)$$

dove abbiamo usato la relazione di rotolamento $\dot{\phi} = r\dot{\phi} = \dot{x}$, e per quella del punto P derivando rispetto al tempo

$$x_P = x + \cos \theta, \quad y_P = -1 + \sin \theta$$

otteniamo

$$T_P = \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + \dot{\theta}^2 - 2\dot{x}\dot{\theta} \sin \theta) \quad (2)$$

Il potenziale gravitazionale è $V_g = mg \sin \theta$ e quello elastico è $V_{el} = \frac{1}{2}K[x^2 + 2x \cos \theta - 2 \sin \theta]$. La lagrangiana dunque è:

$$\mathcal{L} = M\dot{x}^2 + \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + \dot{\theta}^2 - 2\dot{x}\dot{\theta} \sin \theta) - mg \sin \theta - \frac{1}{2}K[x^2 + 2x \cos \theta - 2 \sin \theta] \quad (3)$$

Le equazioni del moto sono:

$$\begin{aligned} (2M + m)\ddot{x} - m\dot{\theta}^2 \cos \theta - m\ddot{\theta} \sin \theta &= -Kx - K \cos \theta \\ m\ddot{\theta} - m\ddot{x} \sin \theta &= -mg \cos \theta + Kx \sin \theta + K \cos \theta \end{aligned}$$

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

$$\frac{\partial V}{\partial x} = Kx + K \cos \theta = 0 \quad (4)$$

$$\frac{\partial V}{\partial \theta} = mg \cos \theta - Kx \sin \theta - K \cos \theta = 0 \quad (5)$$

cioè sostituendo $x = -\cos \theta$ otteniamo

$$\cos \theta [mg - K + K \sin \theta] = 0$$

cioè i punti

$$\left(0, \frac{\pi}{2}\right), \quad \left(0, \frac{3}{2}\pi\right)$$

e se $\lambda := \frac{mg}{K} < 2$ anche i punti

$$(-\cos \theta_{3,4}, \theta_{3,4})$$

con $\theta_{3,4} = \arcsin(1 - \lambda)$.

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

$$V''(x, \theta) = \begin{pmatrix} K & -K \sin \theta \\ -K \sin \theta & -(mg - K) \sin \theta - Kx \cos \theta \end{pmatrix} \quad (6)$$

Otteniamo

$$V''(0, \frac{\pi}{2}) = \begin{pmatrix} K & -K \\ -K & -(mg - K) \end{pmatrix} \quad (7)$$

che ha determinante uguale a $-mgK$, negativo, e dunque il punto di equilibrio è instabile.

$$V''(0, \frac{3}{2}\pi) = \begin{pmatrix} K & K \\ K & (mg - K) \end{pmatrix} \quad (8)$$

che ha traccia mg e determinante $K(mg - 2K)$ dunque il punto di equilibrio $(0, \frac{3}{2}\pi)$ è stabile se $\lambda > 2$ e instabile se $\lambda < 2$.

In questo caso esistono anche gli altri due punti di equilibrio per i quali

$$V''(-\cos \theta_{3,4}, \theta_{3,4}) = \begin{pmatrix} K & -K(1 - \lambda) \\ -K(1 - \lambda) & K(1 - \lambda)^2 + K\lambda(2 - \lambda) \end{pmatrix} \quad (9)$$

dunque determinante positivo e poichè $K > 0$ i punti di equilibrio sono stabili. Nel caso $\lambda = 2$ questi punti di equilibrio coincidono con il punto $(0, \frac{3}{2}\pi)$ che per continuità è stabile.

- 3) Intorno al punto di equilibrio $(0, \frac{3}{2}\pi)$, stabile per $\lambda = 3$ la lagrangiana delle piccole oscillazioni è:

$$\mathcal{L}_{po} = \frac{1}{2}(\dot{\mathbf{q}}, A\dot{\mathbf{q}}) - \frac{1}{2}((\mathbf{q} - \mathbf{q}_0), V''(0, \frac{3}{2}\pi)(\mathbf{q} - \mathbf{q}_0)) \quad (10)$$

con $\mathbf{q} = (x, \theta)$, $\mathbf{q}_0 = (0, \frac{3}{2}\pi)$ ed

$$A = \begin{pmatrix} 2M + m & m \\ m & m \end{pmatrix} \quad (11)$$

- 4) Se $x = 0$ la lagrangiana diventa

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}m\dot{\theta}^2 - mg \sin \theta + K \sin \theta$$

e dunque il potenziale è $V(\theta) = (mg - K) \sin \theta$ e quindi il moto è sempre periodico tranne per i dati iniziali $\theta_0, \dot{\theta}_0$ tali che

$$E = \frac{1}{2}m\dot{\theta}_0^2 + (mg - K) \sin \theta_0 = \pm(mg - K)$$