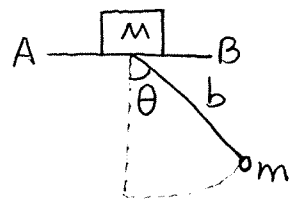


Q₁ 解: 取广义坐标为质量 m 的质心位置 x 和线相对于
 竖直方向的偏转角 θ 。



$$(a) T = \frac{1}{2} M \dot{x}^2 + \frac{1}{2} m [(\dot{x} + b\dot{\theta}\cos\theta)^2 + b^2\dot{\theta}^2\sin^2\theta]$$

$$V = -mgb\cos\theta$$

$$\therefore L = T - V = \frac{1}{2} M \dot{x}^2 + \frac{1}{2} m [\dot{x}^2 + b^2\dot{\theta}^2 + 2b\dot{x}\dot{\theta}\cos\theta] + mgb\cos\theta$$

(b) 对于小摆动的情况:

$$L = \frac{1}{2} M \dot{x}^2 + \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + b^2\dot{\theta}^2 + 2b\dot{x}\dot{\theta}) + mgb(1 - \frac{1}{2}\theta^2)$$

$$\therefore \text{运动方程为 } \begin{cases} (m+M)\ddot{x} + mb\ddot{\theta} = 0, & c \text{ 为常数} \\ \ddot{x} + b\ddot{\theta} + g\theta = 0 \end{cases}$$

若令 $\xi = x + \frac{mb}{m+M}\theta$, 则 $(m+M)\ddot{\xi} = 0$, $\therefore \xi$ 是一个简正坐标。

ξ 是系统质心的水平位置坐标, 作匀速直线运动。

$$\text{另, } \because \ddot{x} = -\frac{mb}{m+M}\ddot{\theta}, \therefore \text{另一个运动方程为 } b\frac{M}{m+M}\ddot{\theta} + g\theta = 0$$

由此可知 θ 为另一个简正坐标, 对应的频率为 $\sqrt{\frac{(m+M)g}{mb}}$

$$(c) \text{ 若 } \xi = At + B, \theta = C\sin(\omega t + D)$$

$$\text{其中 } A, B, C, D \text{ 均为常数. } \omega = \sqrt{\frac{(m+M)g}{mb}}$$

Q₂ 解: 以匀角速 $\vec{\omega}$ 转动的参考系中, 粒子的拉格朗日函数为

$$L = \frac{1}{2} m v^2 + m \vec{v} \cdot (\vec{\omega} \times \vec{r}) + \frac{1}{2} m (\vec{\omega} \times \vec{r})^2 - V \quad (1)$$

$$\therefore \vec{p} = \frac{\partial L}{\partial \vec{v}} = m \vec{v} + m \vec{\omega} \times \vec{r} \quad (2)$$

$$\therefore \vec{v} = \frac{\vec{p}}{m} - \vec{\omega} \times \vec{r} \quad (3)$$

粒子的哈密顿函数为 $H = \vec{p} \cdot \vec{v} - L$

$$\begin{aligned} &= (m \vec{v} + m \vec{\omega} \times \vec{r}) \cdot \vec{v} - \left[\frac{1}{2} m v^2 + m \vec{v} \cdot (\vec{\omega} \times \vec{r}) + \frac{1}{2} m (\vec{\omega} \times \vec{r})^2 - V \right] \\ &= \frac{1}{2} m v^2 - \frac{1}{2} m (\vec{\omega} \times \vec{r})^2 + V \end{aligned}$$

$$\text{将 (3) 式代入 (4) 得 } H = \frac{p^2}{2m} - \vec{p} \cdot (\vec{\omega} \times \vec{r}) + V \quad (4)$$