

刚体定轴转动的角动量: $L = J\omega$

刚体定轴转动的角动量定理

(微分式) $M = \frac{d}{dt}(J\omega)$

(积分式) $\int_{t_1}^{t_2} M dt = J\omega_2 - J\omega_1$

系统角动量守恒的条件:

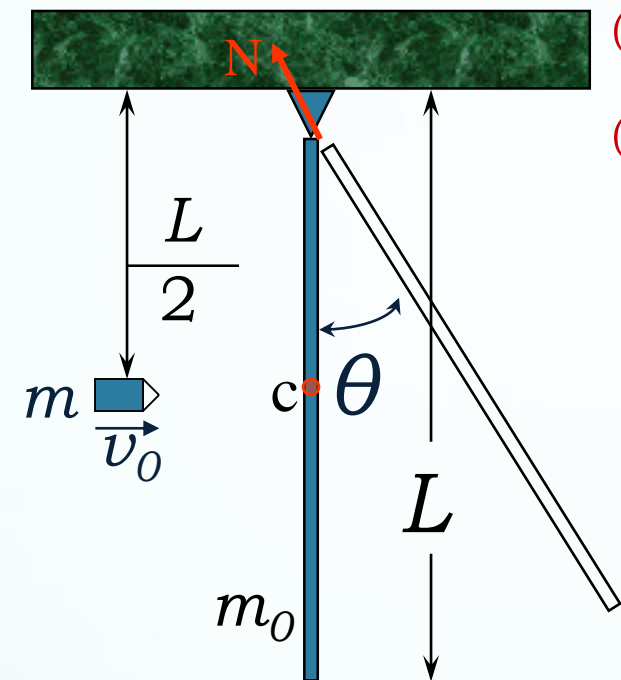
a). 系统中各物体均绕同一转轴转动

条件: $\sum M_{\text{外力}} = 0$

b). 系统中各物体均绕不同转轴转动

条件: $\sum M_{\text{外力}} = 0$, 且 $\sum M_{\text{内力}} = 0$

例:



求: 三种不同情况下的 v_c

(1) $e = 1$ (子弹碰后速度为 v) (2) $e = 0$

(3) $0 < e < 1$ (子弹穿出棒的速度为 v , 棒转过 θ 角)

分析: $\{m, m_0\}$ 冲力是内力,

重力 mg, m_0g 及轴对棒的约束力 N 均为外力,

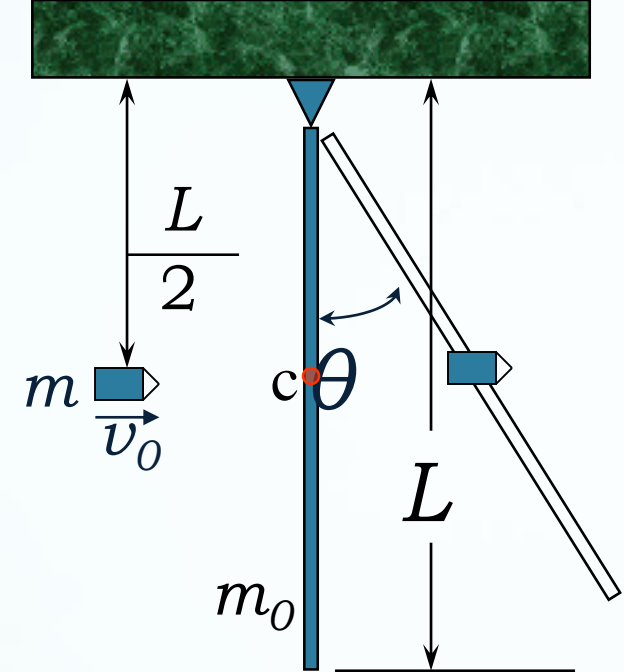
且 $\vec{F}_{\text{合}} \neq 0 \quad \therefore$ 系统 \vec{P} 不守恒

但 $\vec{M}_{\text{合}} = 0 \quad \therefore$ 系统 \vec{L} 守恒

解: (1) $\because e = 1 \quad \therefore E_k$ 守恒: $\frac{1}{2}mv_0^2 = \frac{1}{2}\left(\frac{1}{3}m_0l^2\right)\omega^2 + \frac{1}{2}mv^2 \quad (1)$

$\because M = 0 \quad \therefore L$ 守恒: $mv_0\left(\frac{l}{2}\right) = \frac{1}{3}m_0l^2\omega + mv\left(\frac{l}{2}\right) \quad (2)$

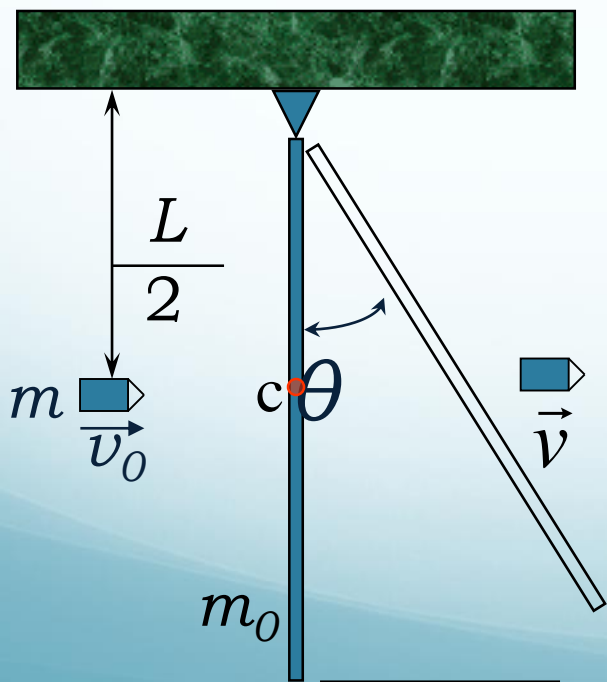
(1) } $\rightarrow v_c$ 角量与线量的关系: $v_c = \frac{l}{2}\omega \quad (3)$
(2) }
(3) }



(2) $\because M = 0 \quad \therefore L$ 守恒 且 $e = 0$

$$\begin{aligned} \text{即: } mv_0\left(\frac{l}{2}\right) &= \frac{1}{3}m_0l^2\omega + mv_c\left(\frac{l}{2}\right) \\ &= \left[\frac{1}{3}m_0l^2 + m\left(\frac{l}{2}\right)^2\right]\omega \end{aligned} \quad (1)$$

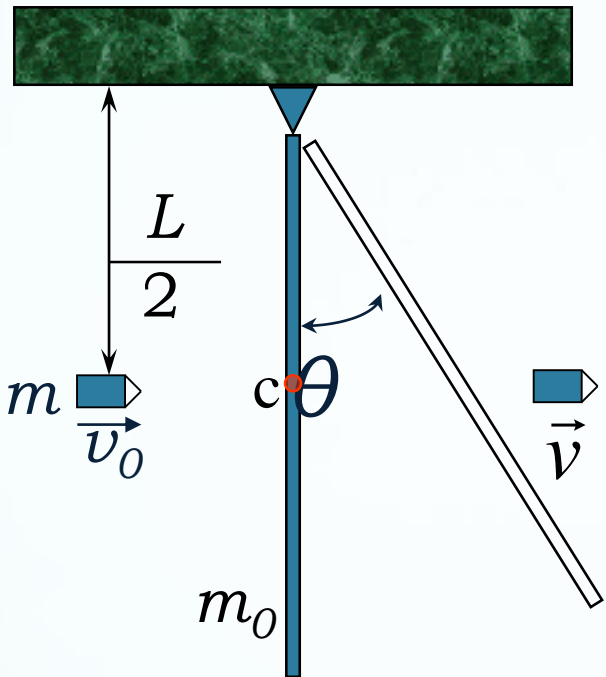
$$v_c = \frac{l}{2}\omega \quad (2) \quad \left. \begin{array}{l} (1) \\ (2) \end{array} \right\} \rightarrow \mathbf{v_c}$$



(3){地、棒}: 棒转动过程 E 守恒

$$\text{即: } \frac{1}{2}\left(\frac{1}{3}m_0l^2\right)\omega^2 = m_0g\frac{l}{2}(1 - \cos\theta) \quad (1)$$

$$v_c = \frac{l}{2}\omega \quad (2) \quad \left. \begin{array}{l} (1) \\ (2) \end{array} \right\} \rightarrow \mathbf{v_c}$$



若需求子弹穿出棒后的速度 v
则由 L 守恒

$$\text{即: } mv_0\left(\frac{l}{2}\right) = \frac{1}{3}m_0l^2\omega + mv\left(\frac{l}{2}\right) \quad (1)$$

$$\text{又: } \frac{1}{2}\left(\frac{1}{3}m_0l^2\right)\omega^2 = m_0g\frac{l}{2}(1 - \cos\theta) \quad (2)$$

$$\left. \begin{array}{l} (1) \\ (2) \end{array} \right\} \rightarrow \mathbf{v}$$

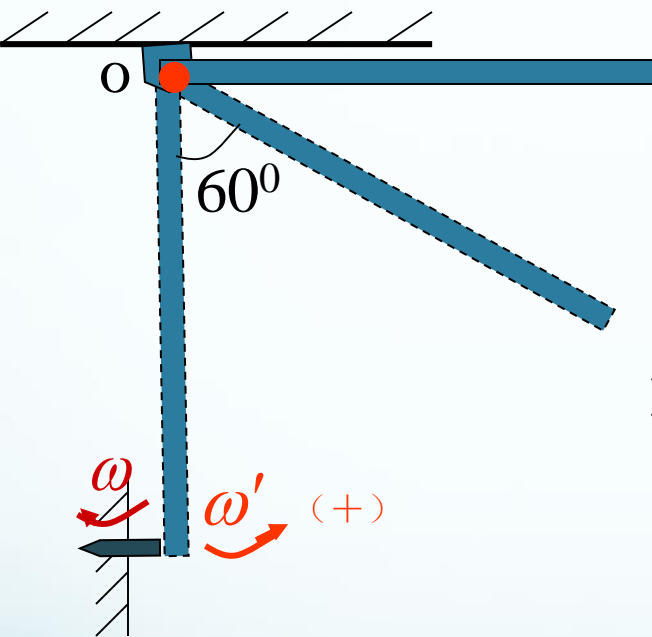
结论: 质点与转动刚体碰撞, 由于存在约束力, 所以系统动量不守恒, 但系统角动量守恒。

$$e=1 \left\{ \begin{array}{l} E_k \text{ 守恒} \\ L \text{ 守恒} \end{array} \right\} \omega, v$$

$$e=0 \left\{ \begin{array}{l} L \text{ 守恒} \rightarrow \omega \\ v = r\omega \end{array} \right\} v$$

$$0 < e < 1 \left\{ \begin{array}{l} L \text{ 守恒} \\ \text{刚体碰后机械能守恒 } (E_K \text{ 转化为 } E_P) \end{array} \right\} \omega, v$$

例：一细杆质量为 m ,长为 l ,其一端绕 O 轴在竖直平面内转动。开始时杆从水平位置静止释放，当杆摆到竖直位置时，杆下端恰好与墙上的小钉子碰撞，碰后杆能弹至与竖直方向成 60° 角的位置，求碰撞时钉子受到杆子作用的冲量。



解：以钉子为研究对象：

$$\int (F_{\text{杆}} - F_{\text{墙}}) dt = m'v - m'v_0 = m'v$$

杆为研究对象： $\int M \cdot dt = J\omega' - (-J\omega)$

其中： $\int M \cdot dt = \int l \bar{F} dt = l \int \bar{F} dt = lI$

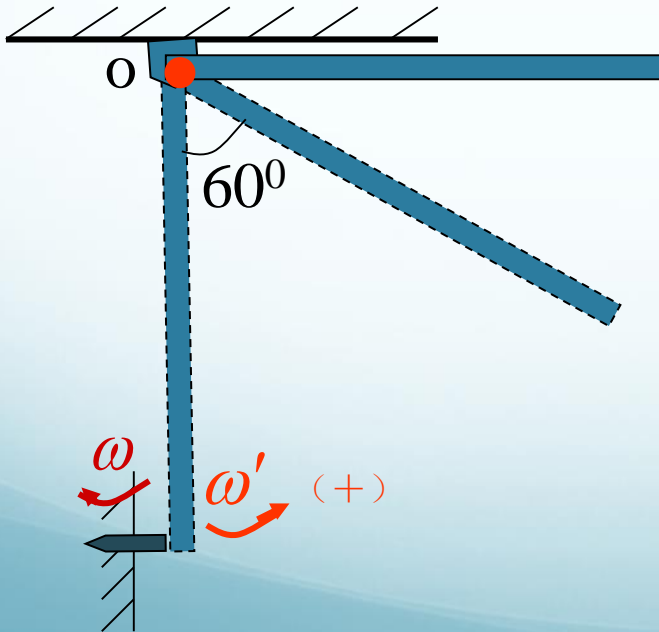
$$lI = J\omega' - (-J\omega) = J(\omega' + \omega)$$

$$\text{即： } I = \frac{J(\omega + \omega')}{l}$$

$$I = \frac{J(\omega + \omega')}{l} = \frac{1}{3}ml\left(\sqrt{\frac{3g}{l}} + \sqrt{\frac{3g}{2l}}\right)$$

碰前: $mg \frac{l}{2} = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{3} ml^2 \right) \omega^2 \Rightarrow \omega = \sqrt{\frac{3g}{l}}$

碰后: $\frac{1}{2} \left(\frac{1}{3} ml^2 \right) \omega'^2 = mg \frac{l}{2} (1 - \cos 60^\circ) \Rightarrow \omega' = \sqrt{\frac{3g}{2l}}$



§ 3-6 进 动

优酷

进 动
Precession

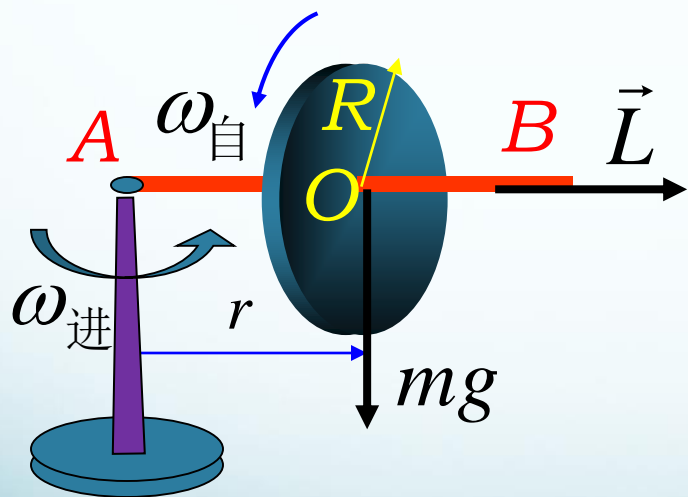


§ 3-6 进 动

一、进动的概念

刚体在绕自身对称轴转动同时，对称轴还绕某轴回转的现象称为进动。

二、动力学解释

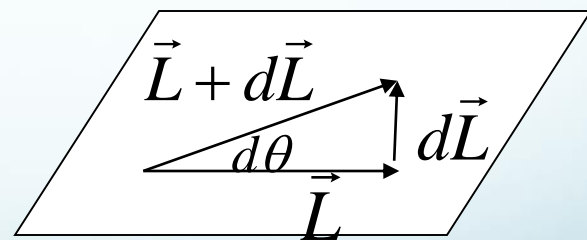
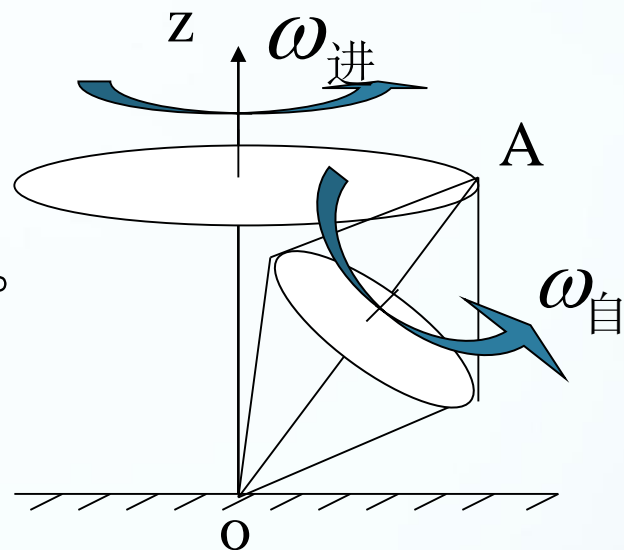


回转仪

$$\vec{M} = \vec{r} \times m\vec{g} \otimes$$

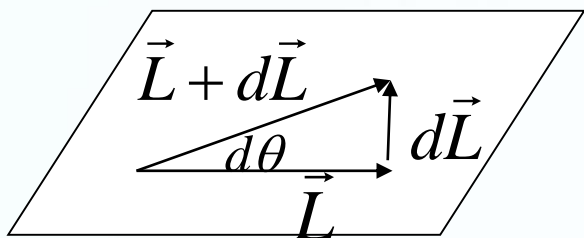
$$\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

$$\Rightarrow d\vec{L} = \vec{M}dt \otimes$$



三、进动角速度

$$\omega_{\text{进}} = \frac{d\theta}{dt} = \frac{dL/L}{dt} = \frac{Mdt/L}{dt} = \frac{M}{L} = \frac{M}{J\omega_{\text{自}}}$$



回转仪一定， $\omega_{\text{进}}$ 与 $\omega_{\text{自}}$ 成反比。

四、进动原理的应用举例

枪炮膛中的来复线

