

A large, dark wooden water wheel is the central focus, partially obscured by dense bamboo foliage on the left. The wheel is situated in a stream, with a stone wall and a bamboo frame supporting it. In the background, a stone path leads up a hillside, flanked by more bamboo and a small wooden structure. A black lamppost stands on the right side of the path. The overall scene is a lush, natural setting.

第三章

刚体和流体

§ 3-1 刚体及其运动规律

刚体：物体上任意两点之间的距离保持不变

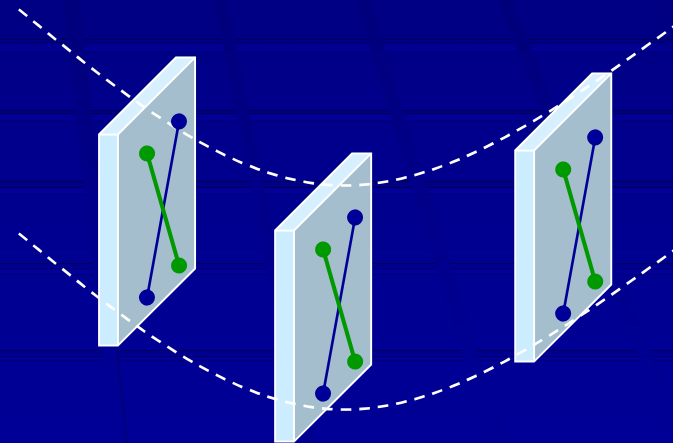
在力的作用下不发生形变的物体

3-1-1 刚体的运动

平动和转动

平动： 刚体在运动过程中，其上任意两点的连线始终保持平行。

注： 可以用质点动力学的方法来处理刚体的平动问题。



转动：刚体上所有质点都绕同一直线做圆周运动。这种运动称为刚体的**转动**。这条直线称为**转轴**。

定轴转动：

转轴固定不动的转动。



3-1-2 刚体对定轴的角动量

质元：组成物体的微颗粒元

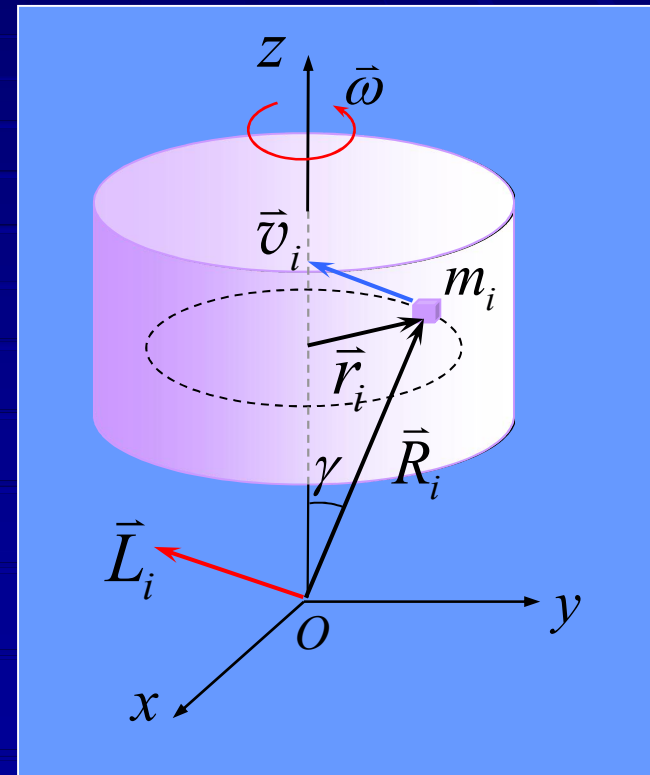
质元对点的角动量为

$$\vec{L}_i = \vec{R}_i \times (m_i \vec{v}_i)$$

$$L_i = m_i R_i v_i$$

\vec{L}_i 沿转轴 Oz 的投影为

$$L_{iz} = L_i \cos\left(\frac{\pi}{2} - \gamma\right) = m_i R_i v_i \sin \gamma$$



$$\vec{L}_{iz} = m_i r_i v_i = m_i r_i^2 \omega$$

刚体对 Oz 轴的角动量为

$$L_z = \sum_i L_{iz} = \sum_i m_i r_i^2 \omega = \left(\sum_i m_i r_i^2 \right) \omega$$

令

$$J_z = \sum_i m_i r_i^2$$

单位: $\text{kg} \cdot \text{m}^2$

J_z 为刚体对 Oz 轴的转动惯量。

$$L_z = J_z \omega$$

结论： 刚体的转动惯量与刚体的形状、大小、质量的分布以及转轴的位置有关。

对于质量连续分布的刚体：

$$J = \int_V r^2 dm = \int_V r^2 \rho dV$$

$$J = \int_S r^2 dm = \int_S r^2 \sigma dS \quad (\text{面质量分布})$$

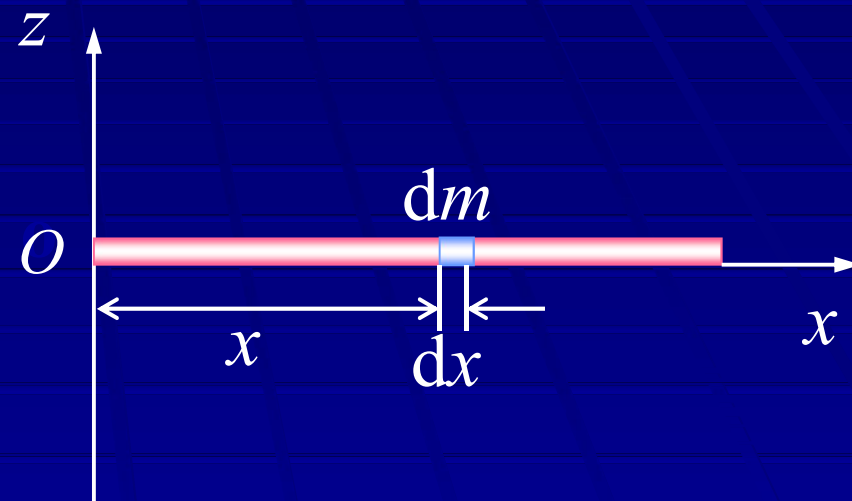
$$J = \int_L r^2 dm = \int_L r^2 \lambda dl \quad (\text{线质量分布})$$

例1 计算质量为 m ，长为 l 的细棒绕一端的转动惯量。

解： $J = \int r^2 dm$

$$dm = \rho dx = \frac{m}{l} dx$$

$$r^2 = x^2$$



$$J = \int_0^l x^2 \cdot \frac{m}{l} dx = \frac{1}{3} \frac{m}{l} x^3 \Big|_0^l$$

$$J = \frac{1}{3} ml^2$$

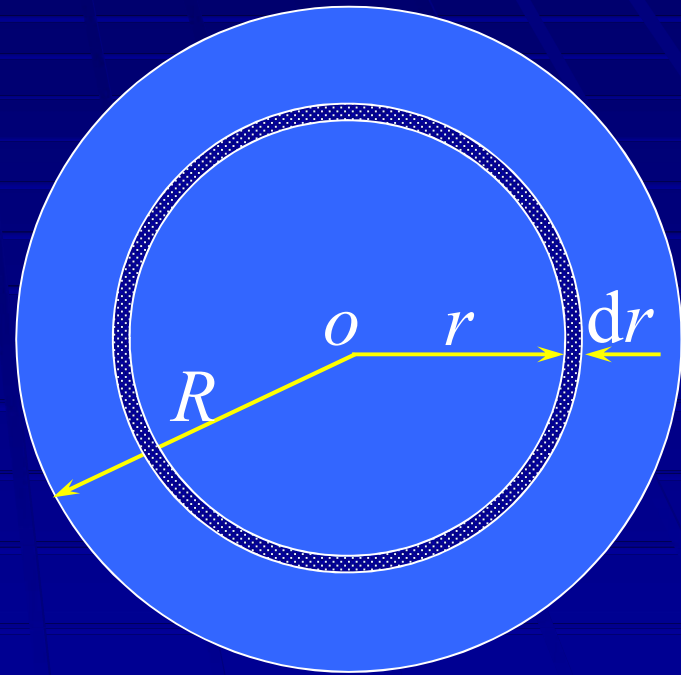
例2 一质量为 m ，半径为 R 的均匀圆盘，求对通过盘中心并与盘面垂直的轴的转动惯量。

解： $dm = \sigma 2\pi r dr$

$$J = \int r^2 dm = 2\pi\sigma \int r^3 dr$$

$$J = 2\pi\sigma \int_0^R r^3 dr$$

$$= \frac{\pi\sigma R^4}{2} = \frac{1}{2}mR^2$$



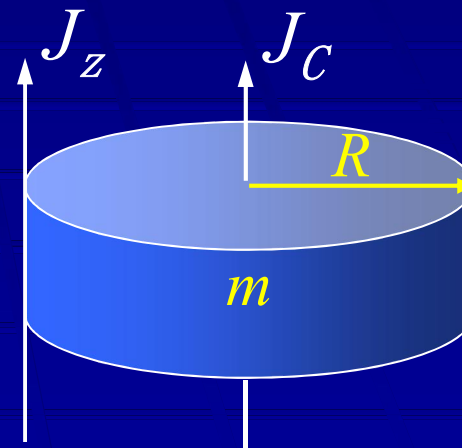
平行轴定理

若刚体对过质心的轴的转动惯量为 J_C ，则刚体对与该轴相距为 d 的平行轴 z 的转动惯量 J_z 是

$$J_z = J_C + md^2$$

$$J_C = \frac{1}{2}mR^2$$

$$J_z = \frac{1}{2}mR^2 + mR^2 = \frac{3}{2}mR^2$$

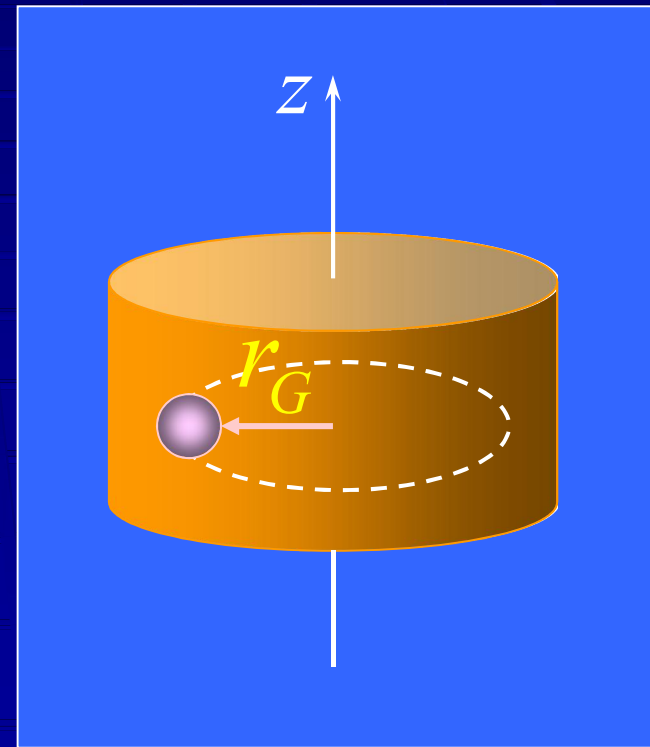


回转半径

设物体的总质量为 m ，刚体对给定轴的转动惯量为 J ，则定义物体对该转轴的回转半径 r_G 为：

$$r_G = \sqrt{\frac{J}{m}}$$

$$J = mr_G^2$$



例3 计算钟摆的转动惯量。（已知：摆锤质量为 m ，半径为 r ，摆杆质量也为 m ，长度为 $2r$ 。）

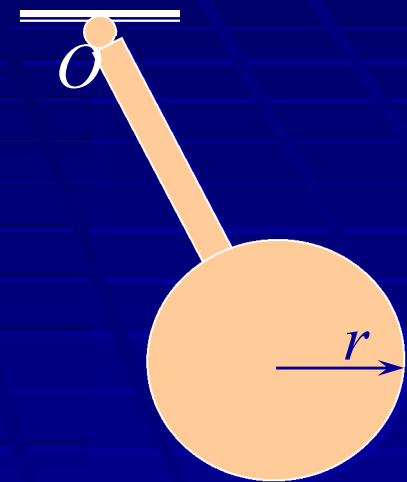
解： 摆杆转动惯量：

$$J_1 = \frac{1}{3} m (2r)^2 = \frac{4}{3} mr^2$$

摆锤转动惯量：

$$J_2 = J_C + md^2 = \frac{1}{2} mr^2 + m(3r)^2 = \frac{19}{2} mr^2$$

$$J = J_1 + J_2 = \frac{4}{3} mr^2 + \frac{19}{2} mr^2 = \frac{65}{6} mr^2$$



3-1-3 刚体对定轴的角动量定理 和转动定律

由质点系对轴的角动量定理，可得

$$M_z = \frac{dL}{dt} = \frac{d(J\omega)}{dt}$$

两边乘以 dt ，并积分

$$\int_{t_1}^{t_2} M_z dt = L_2 - L_1$$

刚体对定轴的角动量定理：在某一时间段内，作用在刚体上的外力之冲量矩等于刚体的角动量增量。

当 J 转动惯量是一个恒量时，有

$$M = J \frac{d\omega}{dt}$$

或

$$M = J\alpha$$

转动定律：刚体在做定轴转动时，刚体的角加速度与它所受到的合外力矩成正比，与刚体的转动惯量成反比。

转动惯量 J 是刚体转动惯性的量度

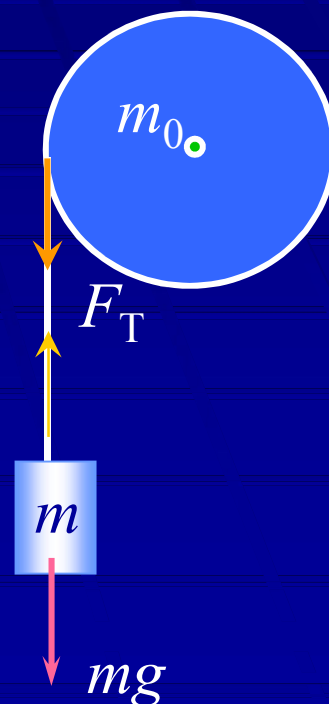
例4 质量为 $m_0=16\text{ kg}$ 的实心滑轮，半径为 $R=0.15\text{ m}$ 。一根细绳绕在滑轮上，一端挂一质量为 m 的物体。求：
(1) 由静止开始1秒钟后，物体下降的距离； (2) 绳子的张力。

解： $F_T R = \frac{1}{2} m_0 R^2 \cdot \frac{a}{R}$ $F_T = \frac{1}{2} m_0 a$ $mg - F_T = ma$

$$a = \frac{mg}{m + m_0/2} = \frac{8 \times 10}{8 + 8} \text{ m} \cdot \text{s}^{-2} = 5 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$$

$$h = \frac{1}{2} at^2 = \frac{1}{2} \times 5 \times 1^2 \text{ m} = 2.5 \text{ m}$$

$$F_T = \frac{1}{2} \times 16 \times 5 = 40 \text{ N}$$



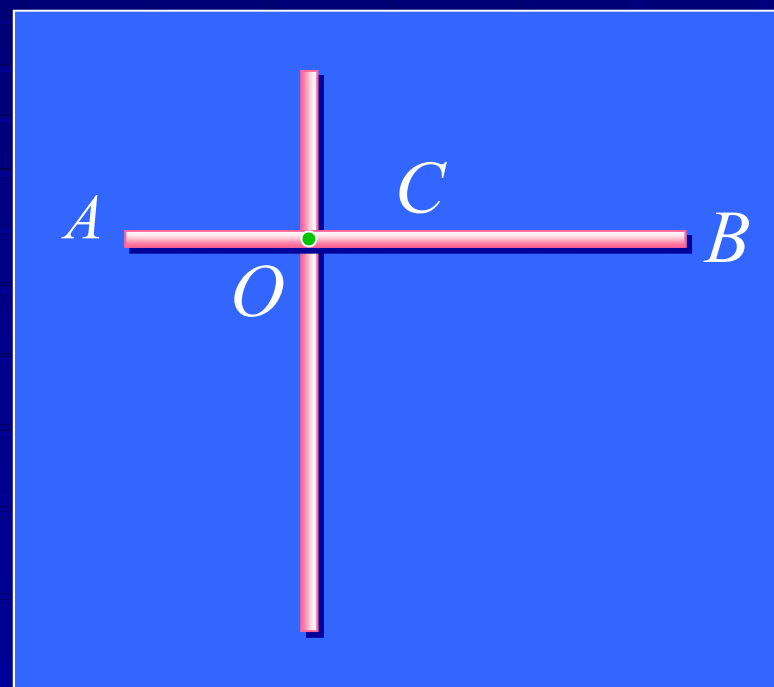
例5 一质量为 m ，长为 l 的均质细杆，转轴在 O 点，距A端 $l/3$ 处。今使棒从静止开始由水平位置绕 O 点转动，求：（1）水平位置的角速度和角加速度；（2）垂直位置时的角速度和角加速度。

解： $J_O = J_C + md^2$

$$J_O = \frac{1}{12}ml^2 + m\left(\frac{l}{6}\right)^2 = \frac{1}{9}ml^2$$

（1） $\omega_O = 0$

$$\alpha = \frac{M}{J_O} = \frac{mgl/6}{ml^2/9} = \frac{3g}{2l}$$



(2)

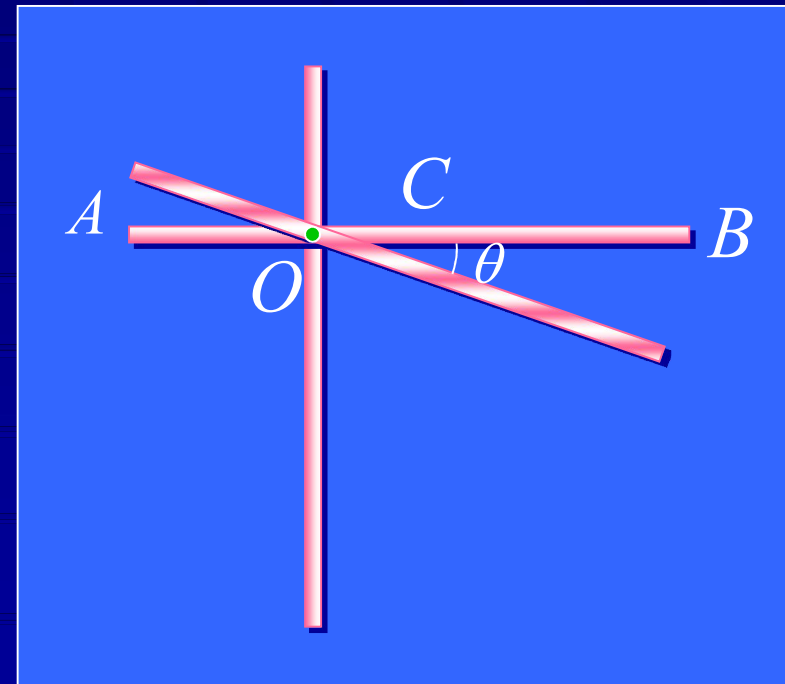
$$M = J \frac{d\omega}{dt} \quad mg \frac{l}{6} \cos \theta = \frac{1}{9} ml^2 \frac{d\omega}{dt} = \frac{1}{9} ml^2 \omega \frac{d\omega}{d\theta}$$

$$\omega d\omega = \frac{3g}{2l} \cos \theta d\theta$$

$$\int_0^\omega \omega d\omega = \int_0^{\pi/2} \frac{3g}{2l} \cos \theta d\theta$$

$$\frac{1}{2} \omega^2 = \frac{3g}{2l} \sin \theta \Big|_0^{\pi/2} = \frac{3g}{2l}$$

$$\omega = \sqrt{\frac{3g}{l}} \quad \alpha = 0$$



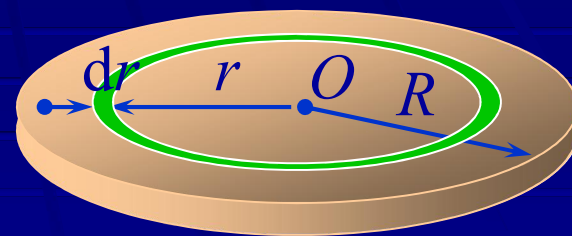
例6 一半径为 R ，质量为 m 的均匀圆盘平放在粗糙的水平面上。若它的初速度为 ω_0 ，绕中 O 心旋转，问经过多长时间圆盘才停止。（设摩擦系数为 μ ）

解： $dM = dF \cdot r = \mu dm g \cdot r$

$$dm = \frac{m}{\pi R^2} \cdot 2\pi r \cdot dr = \frac{2mrdr}{R^2}$$

$$dM = \frac{2m\mu g r^2 dr}{R^2}$$

$$M = \int dM = \int_0^R \frac{2\mu m g r^2 dr}{R^2} = \frac{2}{3} \mu m g R$$



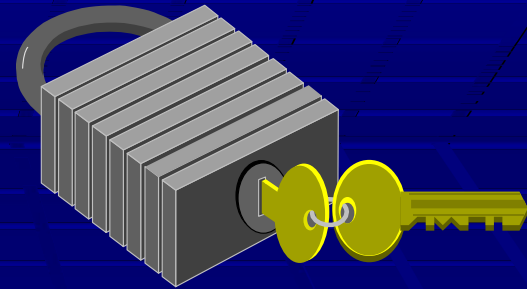
$$-M = J \frac{d\omega}{dt}$$

$$-\frac{2}{3} \mu mgR = \frac{1}{2} mR^2 \frac{d\omega}{dt}$$

$$dt = \frac{3R}{4\mu g} d\omega$$

$$\int_0^t dt = -\int_{\omega_0}^0 \frac{3R}{4\mu g} d\omega$$

$$t = \frac{3R\omega_0}{4\mu g}$$



3-1-4 刚体对定轴的角动量守恒定律

刚体对定轴的角动量定理 $\int_{t_1}^{t_2} M_z dt = L_2 - L_1$

当 $M_z = 0$ 时

$$L_z = J\omega = \text{恒量}$$

刚体对定轴的角动量守恒定律：

当刚体所受的外力对转轴的力矩之代数和为零时，刚体对该转轴的角动量保持不变。

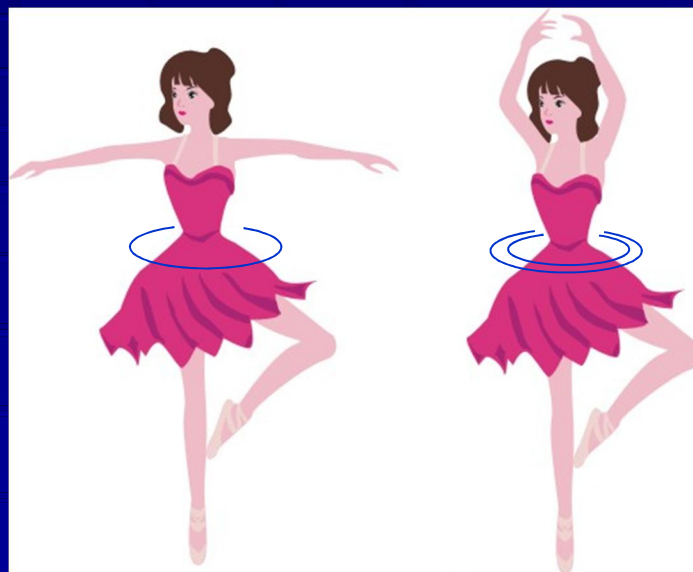
注意：该定律不但适用于刚体，同样也适用于绕定轴转动的任意物体系统。

说明:

1. 物体绕定轴转动时角动量守恒是指转动惯量和角速度的乘积不变。

2. 几个物体组成的系统，绕一公共轴转动，则对该公共转轴的合外力矩为零时，该系统对此轴的总角动量守恒

$$\sum_i J_i \omega_i = \text{恒量}$$



3-1-5 力矩的功

$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{s} = F \sin \varphi r d\theta$$

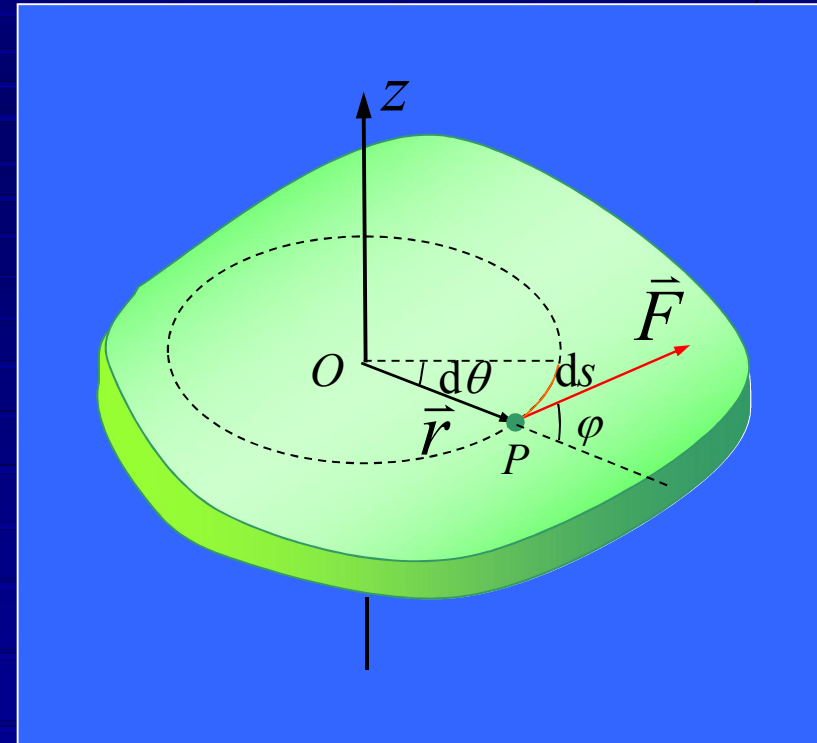
$$\text{力矩: } M = Fr \sin \varphi$$

$$dW = M d\theta$$

力矩对刚体所作的功:

$$W = \int_0^\theta M d\theta$$

$$\text{功率: } P = \frac{dW}{dt} = M \frac{d\theta}{dt} = M\omega$$



力矩对刚体的瞬时功率等于力矩和角速度的乘积。

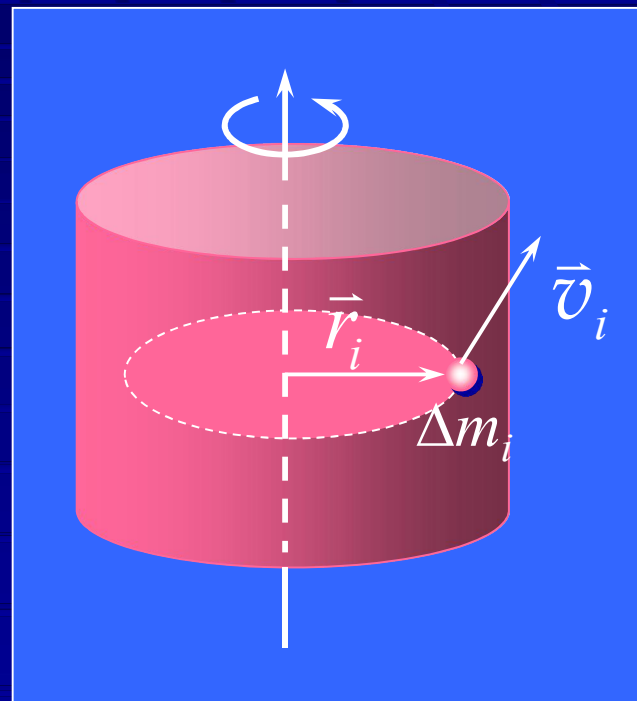
3-1-6 刚体的定轴转动动能和动能定理

第*i*个质元的动能:

$$\Delta E_{ki} = \frac{1}{2} \Delta m_i v_i^2 = \frac{1}{2} \Delta m_i r_i^2 \omega^2$$

整个刚体的转动动能:

$$\begin{aligned} E_k &= \sum \Delta E_{ki} = \sum \frac{1}{2} \Delta m_i r_i^2 \omega^2 \\ &= \frac{1}{2} (\sum \Delta m_i r_i^2) \omega^2 \end{aligned}$$



$$E_k = \frac{1}{2} J \omega^2$$

设在外力矩 M 的作用下，刚体绕定轴发生角位移 $d\theta$

元功： $dW = Md\theta$

由转动定律 $M = J \frac{d\omega}{dt}$

有 $dW = J \frac{d\omega}{dt} d\theta = J\omega d\omega$

$$W = \int_{\omega_1}^{\omega_2} J\omega d\omega = \frac{1}{2} J\omega_2^2 - \frac{1}{2} J\omega_1^2$$

刚体绕定轴转动的动能定理：合外力矩对刚体所做的功等于刚体转动动能的增量。

例7 质量为 m_0 ，长为 $2l$ 的均质细棒，在竖直平面内可绕中心轴转动。开始棒处于水平位置，一质量为 m 的小球以速度 u 垂直落到棒的一端上。设为弹性碰撞。求碰后小球的回跳速度 v 以及棒的角速度。

解： 由系统角动量守恒

$$-mul = -J\omega + mv l$$



机械能守恒 $\frac{1}{2}mu^2 = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}J\omega^2$

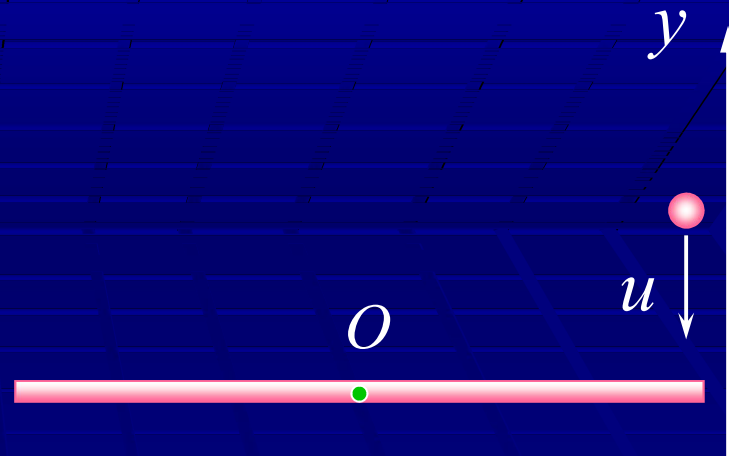
$$v = \frac{u(m_0 - 3m)}{m_0 + 3m}$$

$$\omega = \frac{6mu}{(m_0 + 3m)l}$$

设碰撞时间为 Δt

$$\bar{F}\Delta t = mv - (-mu)$$

$$-\bar{F}l\Delta t = -J\omega - 0$$



消去 Δt

$$-mul = -J\omega + mv l$$

$$\frac{1}{2}mu^2 = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}J\omega^2$$

$$v = \frac{u(m_0 - 3m)}{m_0 + 3m}$$

$$\omega = \frac{6mu}{(m_0 + 3m)l}$$

例8 一长为 l ，质量为 m_0 的杆可绕支点 O 自由转动。一质量为 m ，速度为 v 的子弹射入距支点为 a 的棒内。若棒偏转角为 30° 。问子弹的初速度为多少。

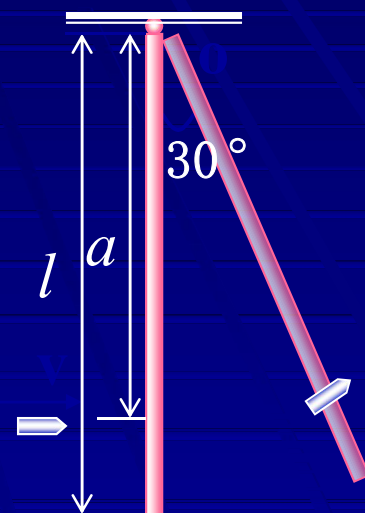
解： 角动量守恒：

$$mva = \left(\frac{1}{3} m_0 l^2 + ma^2 \right) \omega$$

机械能守恒：

$$\frac{1}{2} \left(\frac{1}{3} m_0 l^2 + ma^2 \right) \omega^2 = mga(1 - \cos 30^\circ) + m_0 g \frac{l}{2} (1 - \cos 30^\circ)$$

$$v = \frac{1}{ma} \sqrt{\frac{g}{6} (2 - \sqrt{3}) (m_0 l + 2ma) (m_0 l^2 + 3ma^2)}$$



例9 一质量为 m_0 ，半径 R 的圆盘，盘上绕由细绳，一端挂有质量为 m 的物体。问物体由静止下落高度 h 时，其速度为多大？

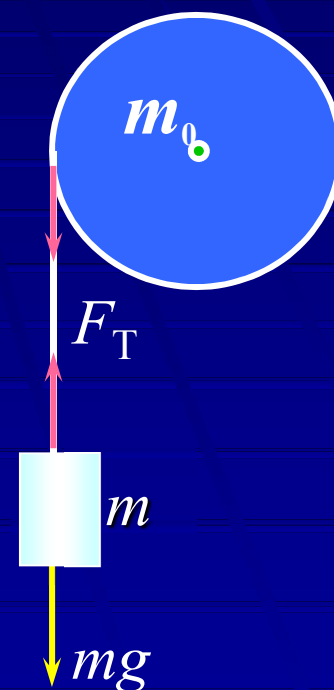
解：
$$F_T R \Delta\varphi = \frac{1}{2} J \omega^2 - \frac{1}{2} J \omega_0^2$$
$$mgh - F_T h = \frac{1}{2} m v^2 - \frac{1}{2} m v_0^2$$

$$h = R \Delta\varphi \quad v = R \omega$$

$$v_0 = 0, \quad \omega_0 = 0, \quad J = m_0 R^2 / 2$$

解得

$$v = 2 \sqrt{\frac{mgh}{m_0 + 2m}}$$



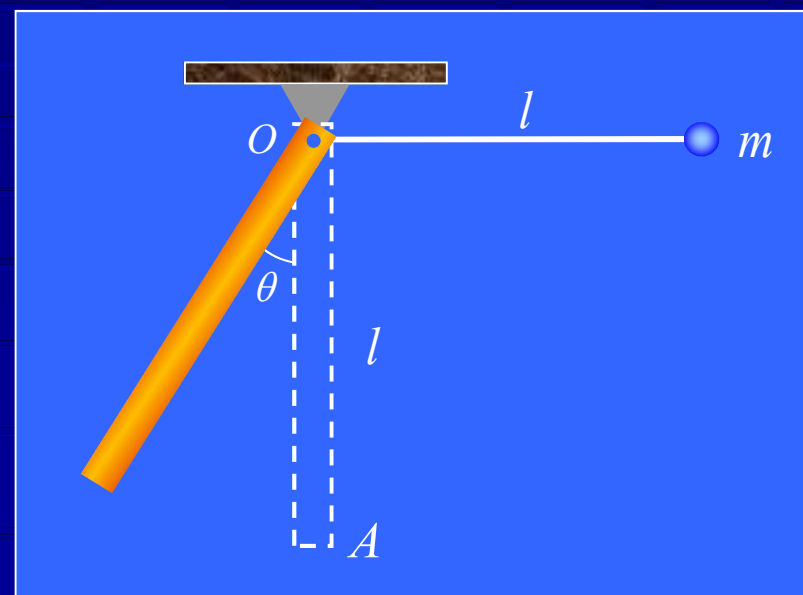
例10 长为 l 的均质细直杆 OA ，一端悬于 O 点铅直下垂，如图所示。一单摆也悬于 O 点，摆线长也为 l ，摆球质量为 m 。现将单摆拉到水平位置后由静止释放，摆球在 A 处与直杆作完全弹性碰撞后恰好静止。试求：(1) 细直杆的质量 m_0 ；(2) 碰撞后细直杆摆动的最大角度 θ 。（忽略一切阻力）

解：(1) 按角动量守恒定律

$$J_m \omega_m = J_{m_0} \omega_{m_0}$$

系统的动能守恒

$$\frac{1}{2} J_m \omega_m^2 = \frac{1}{2} J_{m_0} \omega_{m_0}^2$$



解得 $J_m = J_{m_0} \rightarrow ml^2 = \frac{1}{3}m_0l^2$

系统的机械能守恒，有

$$mgl = m_0g \frac{l}{2}(1 - \cos \theta)$$

$$\cos \theta = \frac{1}{3}$$

$$\theta = \arccos \frac{1}{3} = 70.5^\circ$$

