2-4 刚体对定轴的角动量守恒定律 Conservation of Angular momentum

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

当
$$M_z = 0$$
 时 $L_z = I\omega = 恒量$

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。

例: 刚体组绕同一轴转动时的角动量守恒,

则总角动量
$$L=I_1\omega_1+I_2\omega_2+...=$$
常量

角动量守恒定律的两种情况:

(1) 转动惯量保持不变的刚体

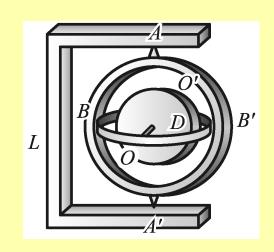
当
$$M=0$$
时, $I\omega=I\omega_0$,则 $\omega=\omega_0$
例:回转仪

(2) 转动惯量可变的物体

当I增大时, ω就减小;

当I减小时, ω 就增大; 而 $I\omega$ 保持不变。

例: 旋转的舞蹈演员 $\omega \propto \frac{1}{I}$





例7: 有一半径为R的水平圆转台,可绕通过其中心的竖直固定光滑轴转动,转动惯量为I,开始时转台以匀角速度 ω_0 转动,此时有一质量为m的人站在转台中心. 随后人沿半径向外跑去,当人到达转台边缘时,求转台的角速度。

解: 系统合外力矩为零, 故系统角动量守恒

$$I\omega_0 = mR^2\omega' + I\omega'$$

$$\Rightarrow \omega' = \frac{I\omega_0}{I + mR^2}$$

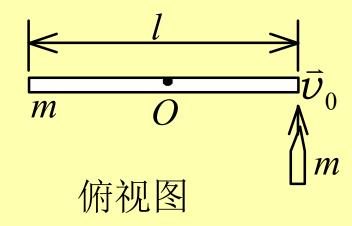
例8: 质量为m、长为l的棒,可绕通过棒中心且与棒垂直的竖直光滑固定轴O在水平面内自由转动(转动惯量 $I=ml^2/12$). 开始时棒静止,现有一子弹,质量也是m,在水平面内以速度 v_0 垂直射入棒端并嵌在其中. 求子弹嵌入后棒的角速度 ω 。

解: 系统角动量守恒

$$mv_0 \frac{1}{2}l = mv' \frac{1}{2}l + I\omega$$

$$v' = \frac{l}{2}\omega$$

$$\Rightarrow \omega = \frac{3v_0}{2l}$$



2-5 力矩的功Work done by torque

功的定义:

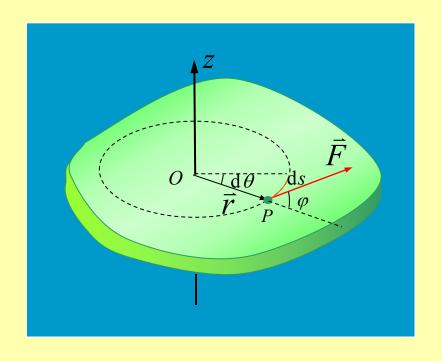
$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{s} = Fds\cos(\frac{\pi}{2} - \varphi) = F\sin\varphi \, rd\theta$$

力矩: $M = Fr \sin \varphi$

$$\therefore dW = Md\theta$$

力矩对刚体所作的功:

$$W = \int_{o}^{\theta} M \mathrm{d}\theta$$

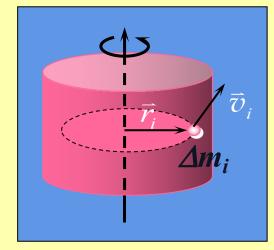


2-6 刚体的定轴转动动能和动能定理

Kinetic energy and Kinetic energy theorem of rotation

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: $E_k = \sum \Delta E_{ki} = \sum \frac{1}{2} \Delta m_i r_i^2 \omega^2$
$$= \frac{1}{2} (\sum \Delta m_i r_i^2) \omega^2 = \frac{1}{2} I \omega^2$$



设在外力矩 M 的作用下,刚体绕定轴发生角位移d θ

元功: $dW = Md\theta$

由转动定律
$$M = I \frac{\mathrm{d} \omega}{\mathrm{d} t}$$
 ∴ $\mathrm{d} W = I \frac{\mathrm{d} \omega}{\mathrm{d} t} \mathrm{d} \theta = I \omega \mathrm{d} \omega$

刚体绕定轴转动的动能定理:
$$W = \int_{\omega_1}^{\omega_2} I \omega d\omega = \frac{1}{2} I \omega_2^2 - \frac{1}{2} I \omega_1^2$$

合外力矩对刚体所做的功等于刚体转动动能的增量。

kinetic theorem of rotation: the work done by torque equals to the increment (增量) of kinetic energy of rotation.

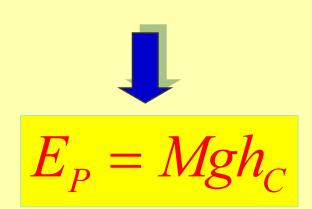
2-7 刚体的重力势能 potential energy of weight

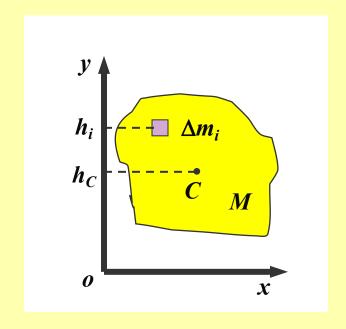
重力势能:

$$E_{P} = \sum \Delta m_{i} g h_{i} = g \sum \Delta m_{i} h_{i}$$

质心的定义:

$$h_C = \frac{\sum \Delta m_i h_i}{\sum \Delta m_i} = \frac{\sum \Delta m_i h_i}{M}$$





设势能零点在x-axis, h_c 为质心到势能零点的距离.

如刚体在重力矩作用下转动, 计入刚体的 重力势能后, 如满足守恒条件, 即其它力矩 作功为零或无其它力矩, 机械能守恒定律:

$$\frac{1}{2}I\omega^2 + 势能 = constant$$

例9. 一长为l,质量为M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:选子弹、杆为一系统,在碰撞瞬间重力和转轴的支撑力对转轴的力矩都为零,故系统对转轴的角动量守恒,设碰撞后两者转动的角速度为 @ 1

$$mva = ma^2\omega + \frac{1}{3}Ml^2\omega$$

子弹和杆一起转动过程,只有重力作功,系统机械能守恒:

$$\frac{1}{2} \left(\frac{1}{3} M l^2 + m a^2 \right) \omega^2 = mga \left(1 - \cos 30^{\circ} \right) + Mg \frac{l}{2} \left(1 - \cos 30^{\circ} \right)$$

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

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; (2)碰撞后细直杆摆动的最大

角度 θ 。(忽略一切阻力)

$$I_m \omega_m = I_M \omega_M$$

又二者是完全弹性碰撞, 故系统的动能守恒

$$\frac{1}{2}I_{m}\omega_{m}^{2} = \frac{1}{2}I_{M}\omega_{M}^{2}$$

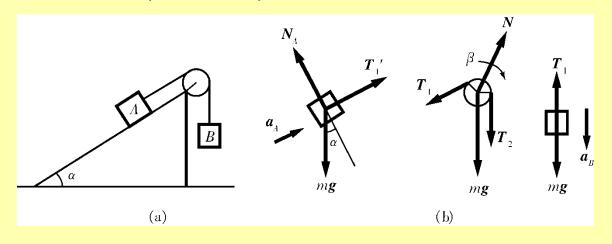
$$I_{m} = I_{M} \qquad \rightarrow \qquad ml^{2} = \frac{1}{3}Ml^{2} \qquad \therefore M = 3m$$

解得

(2) 选摆球、细杆和地球为系统,整个过程只有内保守力重力作功,故系统的机械能守恒:

$$mgl = Mg\frac{l}{2}(1-\cos\theta)$$
 $\therefore \cos\theta = \frac{1}{3}$ $\theta = \arccos\frac{1}{3} = 70.5^{\circ}$

例11 如图 (a) 所示,质量均为m的两物体A, B. A放在倾角为α 的光滑斜面上,通过定滑轮由不可伸长的轻绳与B相连.定滑轮是半径为 R的圆盘,其质量也为m.物体运动时,绳与滑轮无相对滑动.求绳中张力 Τ, 和Τ, 及物体的加速度a(轮轴光滑).



解: 物体A, B, 定滑轮受力图见图(b).对于作平动的物体A, B, 分别由牛顿定律得

$$T_1' - mg \sin \alpha = ma_A \tag{1}$$

$$mg - T_2' = ma_B$$
 2

$$T_1' = T_1, \quad T_2' = T_2.$$
 3

对定滑轮, 由转动定律得

$$T_2 R - T_1 R = I \beta \tag{4}$$

由于绳不可伸长, 所以

$$a_A = a_B = R \beta$$

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

(5)

联立式①, ②, ③, ④, ⑤得

$$T_1 = \frac{2 + 3\sin\alpha}{5} mg$$

$$T_2 = \frac{3 + 2\sin\alpha}{5} mg$$

$$a_A = a_B = \frac{2(1-\sin\alpha)}{5}g$$