

大学物理 B(1)

周次	日期	教学及考试安排
6	3月27日	刚体
	3月29日	刚体，相对论
7	4月3日	相对论
	4月5日	清明放假停课
8	4月10日	相对论
	4月12日	相对论
9	4月17日	相对论、振动
	4月19日	移至第9周 周六（22日）上午 期中考试

5.4 刚体的定轴转动定律

回顾：质点系的角动量定理

对固定点C $\vec{M}_{\text{外}} = \frac{d\vec{L}}{dt}$

$$M_{\text{外}z} = \sum_i M_{i\text{外}z}$$

对转动轴z $M_{\text{外}z} = \frac{dL_z}{dt}$

$$L_z = \sum_i L_{iz}$$

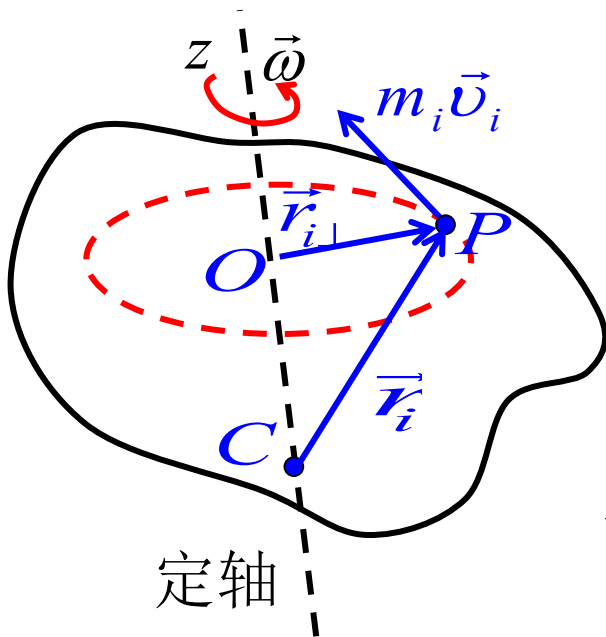
1、力对轴的力矩 $M_{iz} = r_{i\perp} F_{i\perp} \sin \alpha$

2、质点对轴的角动量 $L_{iz} = r_{i\perp} p_{i\perp} \sin \beta$

刚体 $L_{iz} = r_{i\perp} p_{i\perp}$

3、刚体的定轴转动定律

定轴转动角动量表达式



$$\begin{aligned} L_z &= \sum L_{iz} \\ &= \sum r_{i\perp} p_{i\perp} \sin \beta \\ &= \sum r_{i\perp} p_{i\perp} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} L_z &= \sum m_i r_{i\perp} v_i = \sum m_i r_{i\perp}^2 \omega \\ &= (\sum m_i r_{i\perp}^2) \omega = J_z \omega \end{aligned}$$

$$J_z = \sum m_i r_{i\perp}^2 \text{ 对Z轴的转动惯量 (moment of inertia)}$$

J 由质量对轴的分布决定，与转动状态无关。

定轴转动定律

定轴转动角动量 $L_z = J_z \omega$

质点系的角动量定理（对Z轴）

$$M_z = \frac{dL_z}{dt} = \frac{d}{dt}(J_z \omega) = J_z \frac{d\omega}{dt} = J_z \alpha$$

$$\boxed{M_z = J_z \alpha} \text{ 定轴转动定律}$$

常省略小标，写为 $M = J\alpha$

与牛顿第二定律相比

牛顿第二定律 $\vec{F} = m\vec{a}$

定轴转动定律 $M = J\alpha$

$F \Leftrightarrow M$ 状态变化的原因

$m \Leftrightarrow J$ 惯性大小的量度

$\vec{a} \Leftrightarrow \vec{\alpha}$ 状态变化的快慢

与牛顿第二定律相比

牛顿第二定律 $\vec{F} = m\vec{a}$

定轴转动定律 $M = J\alpha$

$F \Leftrightarrow M$ 状态变化的原因

$m \Leftrightarrow J$ 惯性大小的量度

$\vec{a} \Leftrightarrow \vec{\alpha}$ 状态变化的快慢

动量定理 $\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$ $\vec{p} = m\vec{v}$

刚体角动量定理 $M_z = \frac{dL_z}{dt}$ $L_z = J_z\omega$

一轴对称均匀刚体，绕质量对称轴转动，则刚体的角动量与参考点的选择

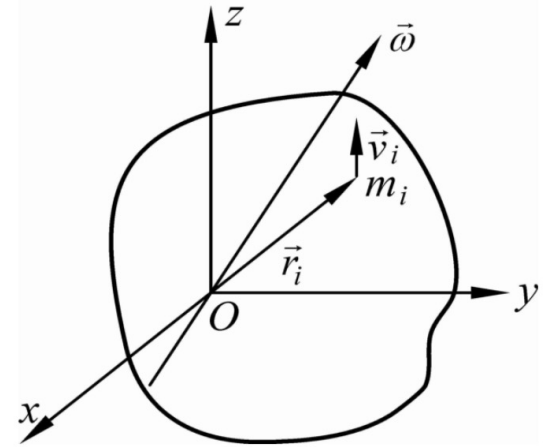
- ☐ A 有关
- ☒ B 无关
- ☐ C 视情况而定

刚体的定点转动可以看成相对于瞬时轴的定轴转动，所以刚体定点转动时的角动量和角速度满足关系 $\vec{L} = J\vec{\omega}$

- ☐ A 正确
- ☒ B 不正确

只有当刚体质量分布对瞬时轴对称时，刚体对瞬时轴上的定点的角动量的方向才是沿着瞬时轴的。若不对称：

$$\begin{aligned}\vec{L} &= \sum \vec{r}_i \times m_i \vec{v}_i \\ &= \sum m_i \vec{r}_i \times (\vec{\omega} \times \vec{r}_i) \\ &= \sum m_i [\vec{\omega} r_i^2 - \vec{r}_i (\vec{r}_i \cdot \vec{\omega})]\end{aligned}$$



$$\begin{aligned}\vec{L} &= [\omega_x \sum m_i (y_i^2 + z_i^2) - \omega_y \sum m_i x_i y_i - \omega_z \sum m_i x_i z_i] \vec{i} \\ &\quad + [-\omega_x \sum m_i y_i x_i + \omega_y \sum m_i (x_i^2 + z_i^2) - \omega_z \sum m_i y_i z_i] \vec{j} \\ &\quad + [-\omega_x \sum m_i z_i x_i - \omega_y \sum m_i z_i y_i + \omega_z \sum m_i (x_i^2 + y_i^2)] \vec{k}\end{aligned}$$

$$I_{xx} = \sum m_i (y_i^2 + z_i^2)$$

$$I_{xy} = I_{yx} = \sum m_i x_i y_i$$

$$I_{yy} = \sum m_i (x_i^2 + z_i^2)$$

$$I_{yz} = I_{zy} = \sum m_i y_i z_i$$

$$I_{zz} = \sum m_i (x_i^2 + y_i^2)$$

$$I_{zx} = I_{xz} = \sum m_i z_i x_i$$

$$\begin{pmatrix} L_x \\ L_y \\ L_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} I_{xx} & -I_{xy} & -I_{xz} \\ -I_{yx} & I_{yy} & -I_{yz} \\ -I_{zx} & -I_{zy} & I_{zz} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{pmatrix}$$

两个半径相同的轮子A和B，质量相同。但A轮子的质量聚集在边缘附近，B轮子的质量分布比较均匀。现两个轮子绕中心对称轴旋转，如果它们的角动量相同，则 [填空1] 轮子转得快；但如果它们的角速度相同，则 [填空2] 轮子的角动量大。



角动量守恒，转动惯量减小，



前方高能



00:00/00:12



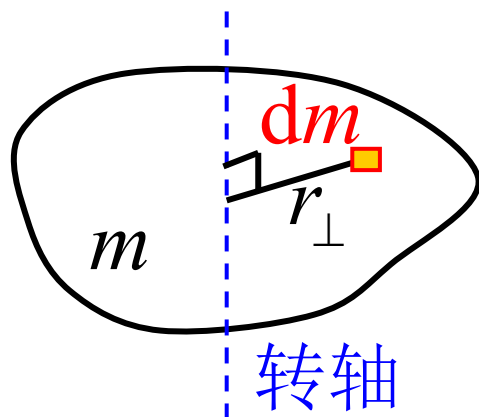
花样滑冰



跳水



5.5 转动惯量的计算



分散系统

$$J = \sum m_i r_{i\perp}^2$$

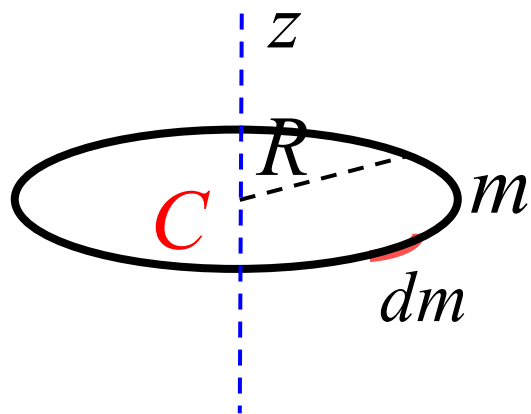
连续体

$$J = \int_m r_{\perp}^2 \cdot dm$$

J 由质量对轴的分布决定，与转动状态无关。

一. 常见刚体的转动惯量的计算

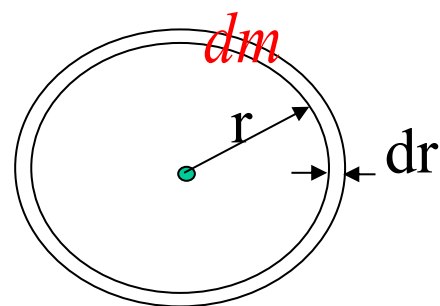
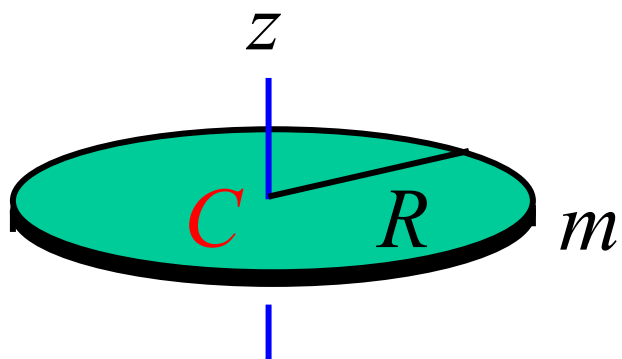
1、细圆环



$$J = \int_m r_{\perp}^2 dm$$

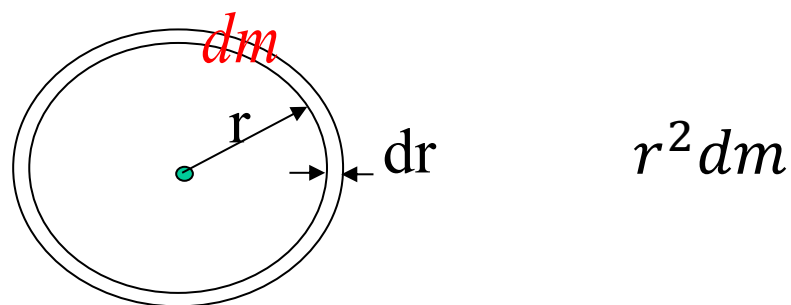
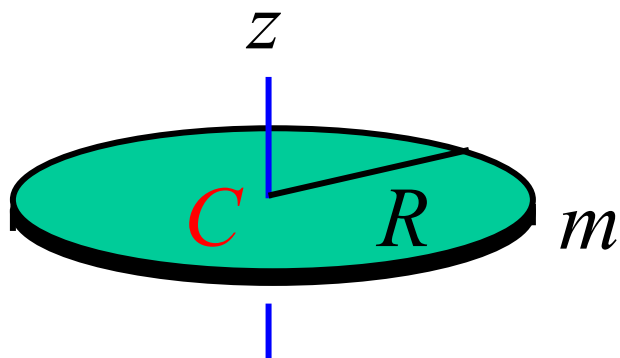
$$J_C = mR^2$$

2、均匀圆盘



$$r^2 dm$$

2、均匀圆盘

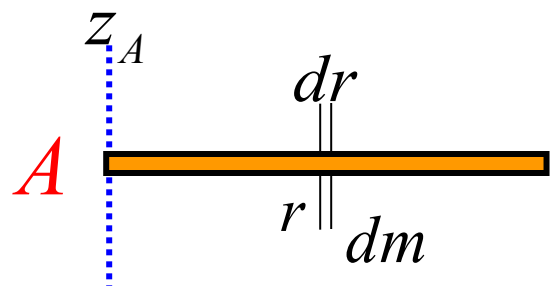


$$J_C = \int_0^R r^2 dm = \int_0^R 2\pi r dr \frac{m}{\pi R^2} r^2 = \frac{1}{2} m R^2$$

dm 随 r 变化

$$J_C = \frac{1}{2} m R^2$$

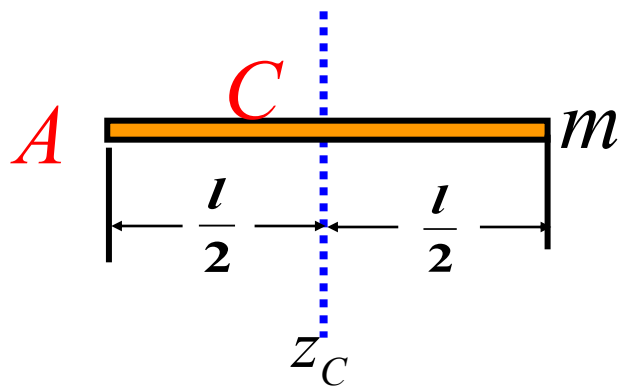
3、均匀细杆 m l



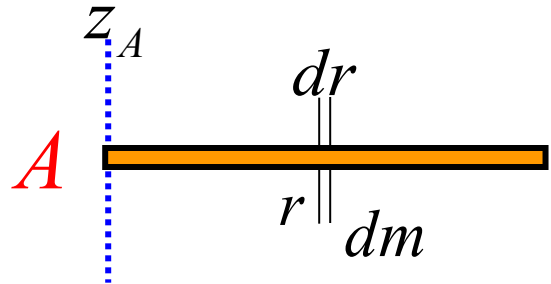
对A轴的转动惯量

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

$$J_A = \int_0^l r^2 dm = \int_0^l r^2 \frac{m}{l} dr = \frac{1}{3} ml^2$$



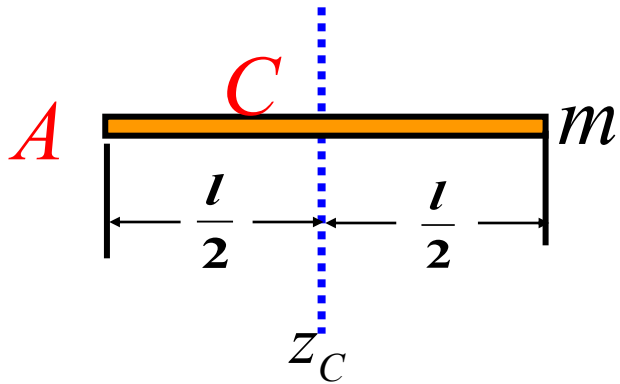
3、均匀细杆 m l



对A轴的转动惯量

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

$$J_A = \int_0^l r^2 dm = \int_0^l r^2 \frac{m}{l} dr = \frac{1}{3} ml^2$$



对过质心C轴的转动惯量最小

$$J_C = \frac{1}{12} ml^2$$

二、计算转动惯量的几条规律

1、对同一轴 J 具有可叠加性

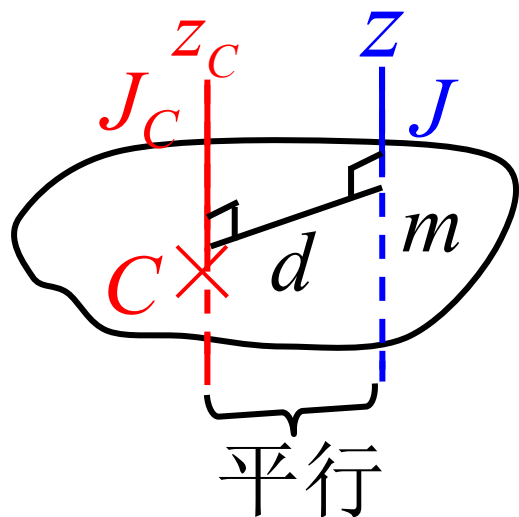
$$J = \sum J_i$$

可通过计算表达式来证明

分散系统 $J = \sum m_i r_{i\perp}^2$

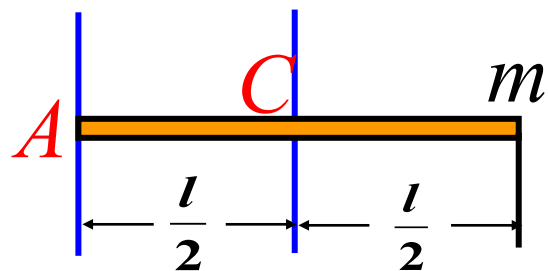
连续体 $J = \int_m r_{\perp}^2 \cdot \mathrm{d}m$

2、平行轴定理



$$J = J_C + md^2$$

$$\therefore J_C = J_{\min}$$



$$J_C = \frac{1}{12} ml^2$$

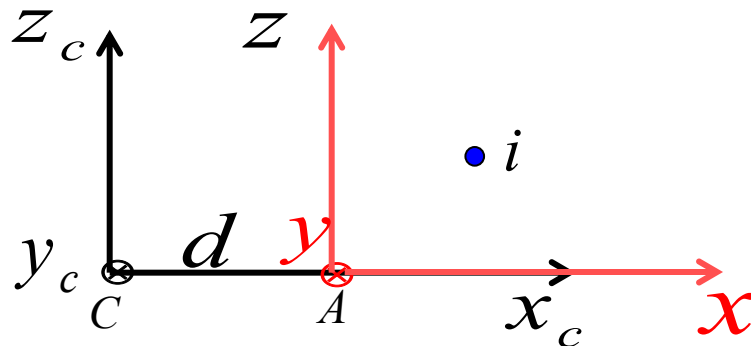
$$J_A = \frac{1}{3} ml^2$$

平行轴定理证明

建立直角坐标系

$x_c y_c z_c$

xyz

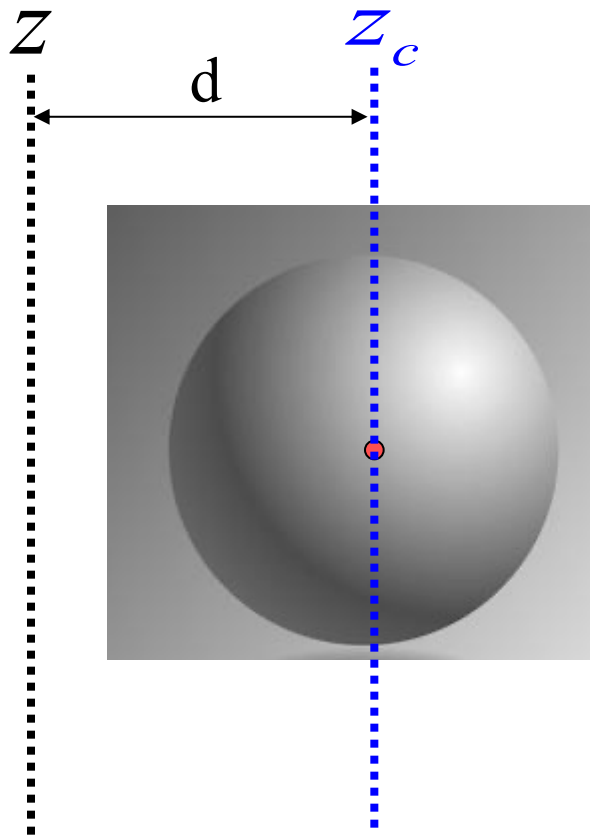


$$\begin{aligned} J &= \sum_i m_i (y_i^2 + x_i^2) = \sum_i m_i (y_{ic}^2 + (x_{ic} - d)^2) \\ &= \sum_i m_i y_{ic}^2 + \sum_i m_i x_{ic}^2 + \sum_i m_i d^2 - 2 \sum_i m_i x_{ic} d \end{aligned}$$

$$J = J_c + md^2$$

$$x_c = \frac{\sum_i m_i x_{ic}}{m} = 0$$

平行轴定理应用



已知：

$$J_C = \frac{2}{5}mR^2$$

求相对于球外任一轴的转动惯量

$$J = \frac{2}{5}mR^2 + md^2$$

刚体对固定轴的转动惯量与刚体转动的角速度的关系是：

- ☐ A 有关
- ☒ B 无关
- ☐ C 不好判断

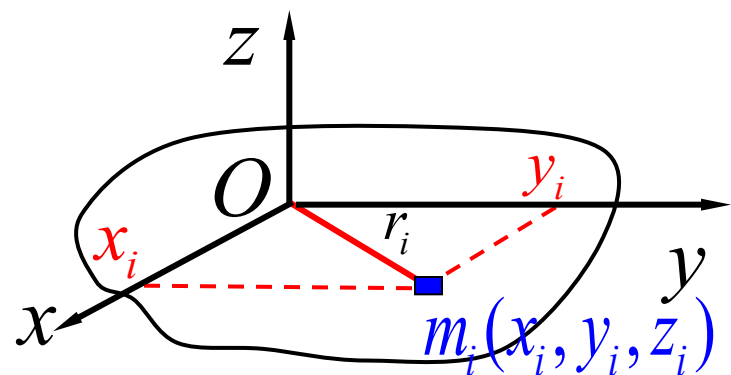
一轴对称均匀刚体，对称轴为A，另一转动轴B平行于A，相对于A、B轴的转动惯量分别为 J_A 和 J_B ，则

☐ A $J_A > J_B$

☒ B $J_A < J_B$

☐ C $J_A = J_B$

3、对薄平板刚体的正交轴定理



薄板刚体（厚度忽略不计）

Oxy 在刚体平面内

$$J_z = \sum m_i r_i^2 = \sum m_i x_i^2 + \sum m_i y_i^2$$

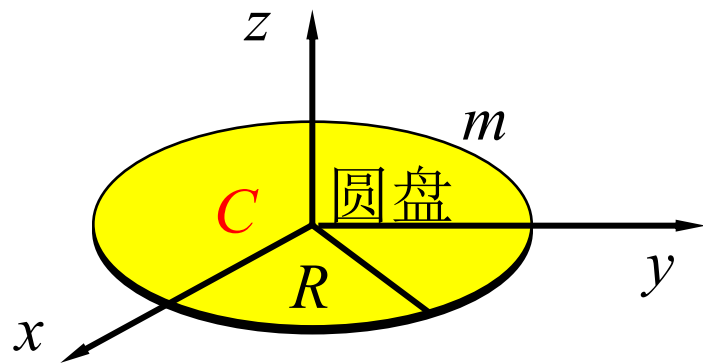
$$J_x = \cancel{\sum m_i z_i^2} + \sum m_i y_i^2 = \sum m_i y_i^2$$

$$J_y = \cancel{\sum m_i z_i^2} + \sum m_i x_i^2 = \sum m_i x_i^2$$

即

$$J_z = J_x + J_y$$

[例] 求对薄圆盘的一条直径的转动惯量，



解： 已知圆盘 $J_z = \frac{1}{2} mR^2$ 。

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

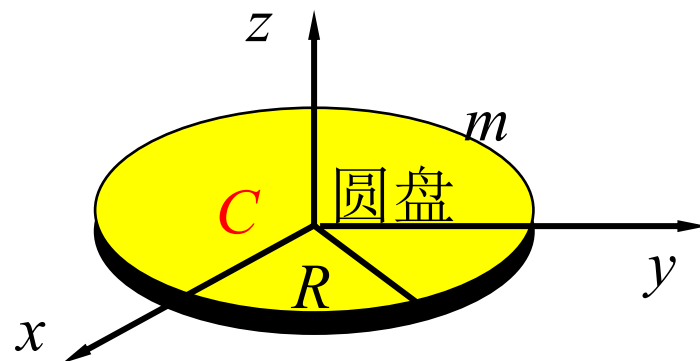
$$\therefore J_x = J_y = \frac{1}{4} mR^2$$

一正方形均匀薄板，已知它对通过中心并与板面垂直的轴的转动惯量为 J ，若以一条对角线为轴，则转动惯量为

- ☐ A $(1/4)J$
- ☒ B $(1/2)J$
- ☐ C $(2/3)J$
- ☐ D J

一厚度为 h 的均匀圆盘，一坐标系 XOY ， X 轴和 Y 轴在圆盘面内， Z 轴垂直于盘面， O 是坐标原点，相对于 X 轴、 Y 轴和 Z 轴的转动惯量分别为 J_x , J_y , J_z , 则 $J_z=J_x+J_y$

- ☐ A 上述结论正确
- ☒ B 上述结论不正确



5.6 刚体定轴转动的角动量定理和角动量守恒定律

一、角动量定理

质点系

对点

$$\vec{M}_{\text{外}} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

对轴

$$M_{\text{外}z} = \frac{dL_z}{dt}$$

刚体定轴转动

$$L_z = J_z \omega$$

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

刚体的角动量定理

二、刚体定轴转动的角动量守恒定律

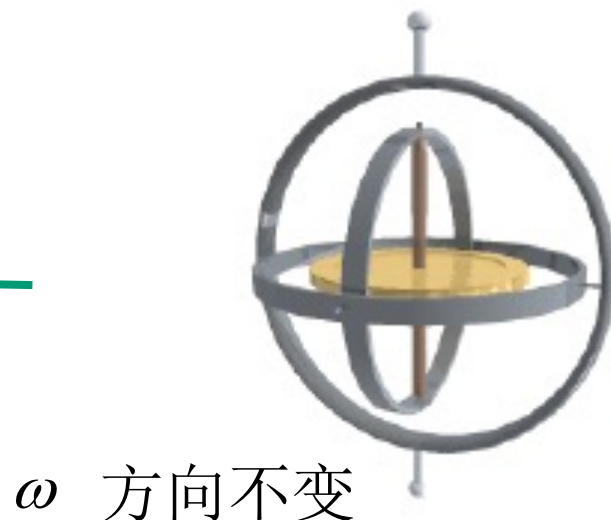
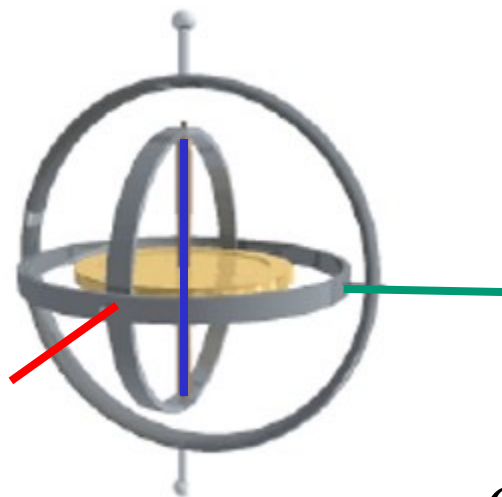
$$M_z = \frac{d(J_z \omega)}{dt}$$

$$M_{\text{外}z} = 0 \Rightarrow J_z \omega = \text{const.} \quad \begin{cases} \text{大小不变} \\ \text{正、负不变} \end{cases}$$

如果 J_z 保持不变 ω 将保持不变

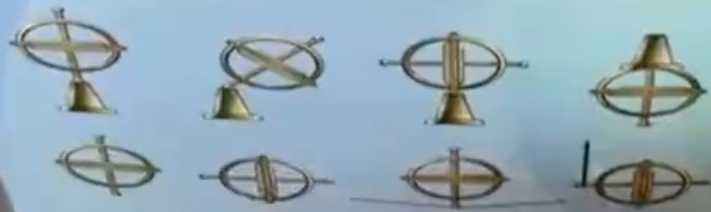
角动量守恒实例—陀螺仪定向

1. 转轮厚重 J_z
2. 高速旋转 ω
3. 连接处光滑



mechanical gyro

陀螺仪





一刚体定轴转动，角速度不变，则

☐ A

刚体受到的合外力一定为零

☒ B

刚体受到的沿旋转轴方向的合外力矩一定为零

☒ C

刚体受到的合外力矩一定为零

一个内壁光滑的圆环形细管，正绕竖直固定轴自由转动。管是刚性的，转动惯量为 J 。一个小球静止于管内最高点处，由于微小干扰，小球向下滑动中：

- (1) 地球、环、小球系统的机械能 [填空1] (是/否) 守恒；
- (2) 小球的动量 [填空2] (是/否) 守恒；
- (3) 小球对竖直轴的角动量 [填空3] (是/否) 守恒。

三、角动量定理的另一形式

对点 $\vec{M}_{\text{外}} = \frac{d\vec{L}}{dt}$ 瞬时方程

$$\vec{M}_{\text{外}} dt = d\vec{L} \quad \int_{t_1}^{t_2} \vec{M}_{\text{外}} dt = \vec{L}_2 - \vec{L}_1$$

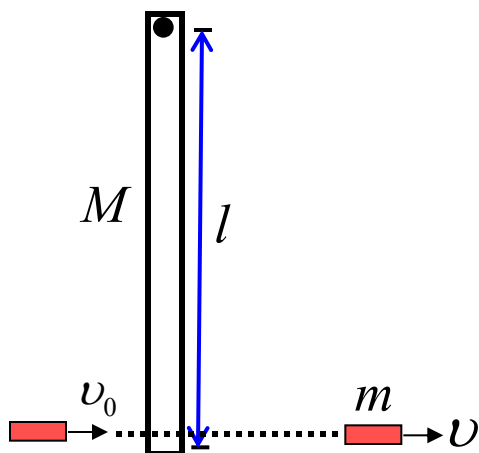
冲量矩 $\int_{t_1}^{t_2} \vec{M}_{\text{外}} dt$ 力矩对时间的积累效应

刚体定轴转动 $M_z = \frac{d(J_z \omega)}{dt}$

$$\int_{t_1}^{t_2} M_{\text{外}z} dt = J_z \omega_2 - J_z \omega_1$$

——刚体定轴转动的角动量定理

【例题】一质量为 m 的子弹以水平速度射入一静止悬于顶端长棒的下端，穿出后速度损失 $3/4$ ，求子弹穿出后棒的角速度 ω



解：棒对子弹的阻力为 f

对子弹的冲量 $\int f dt = m(v - v_0) = -\frac{3}{4}mv_0$

子弹对棒的反作用力 f' 对棒的冲量矩

$$\int f' l dt = l \int f' dt = -l \int f dt = \frac{3}{4}lmv_0 = J\omega$$

$$\omega = \frac{3}{4J}lmv_0 = \frac{9mv_0}{4Ml}$$

5.7 定轴转动的功能原理

刚体定轴转动的角动量定理

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

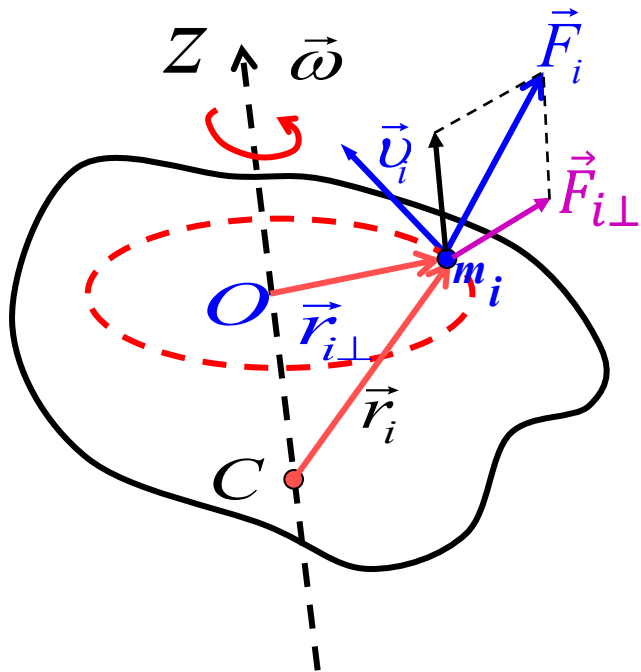
力矩对时间的积累效应:

$$\int_{t_1}^{t_2} M_{\text{外}z} dt = J_z \omega_2 - J_z \omega_1$$

力矩的空间积累效应:

力矩的功

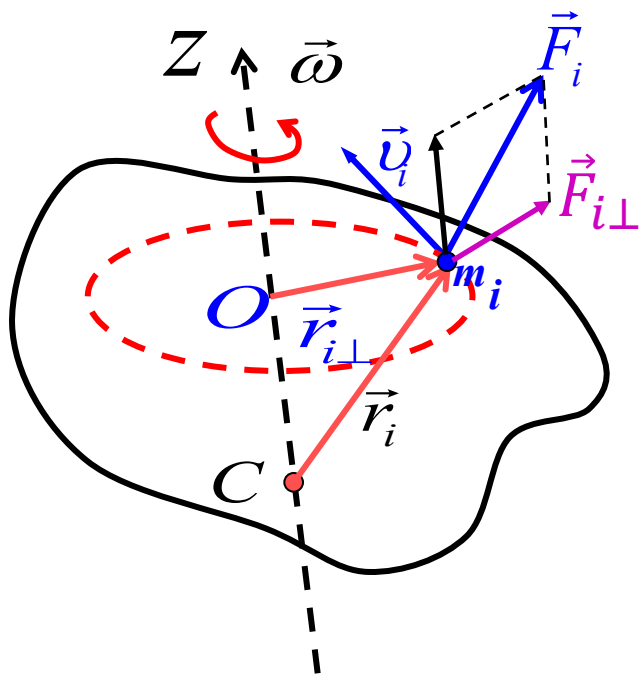
一.力矩的功



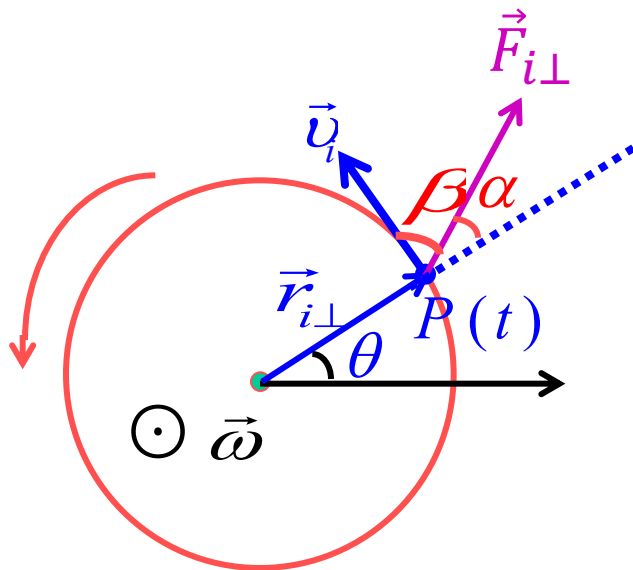
m_i 在垂直于 Z 轴的平面内做圆周运动

$$dW_i = \vec{F}_i \cdot d\vec{r}_i = \vec{F}_{i\perp} \cdot d\vec{r}_i$$

一.力矩的功



力对轴的力矩 M



$$\begin{aligned} dW_i &= \vec{F}_i \cdot d\vec{r}_i = \vec{F}_{i\perp} \cdot d\vec{r}_i \\ &= \vec{F}_{i\perp} \cdot \vec{v}_i dt \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &= F_{i\perp} v_i \cos \beta dt = F_{i\perp} r_{i\perp} \omega \sin \alpha dt \\ &= (F_{i\perp} r_{i\perp} \sin \alpha) \omega dt = M_{iz} d\theta \end{aligned}$$

$$dW = \sum_i dW_i = \sum_i M_{iz} d\theta = M_z d\theta$$

$$W = \int_{\theta_1}^{\theta_2} dW = \int_{\theta_1}^{\theta_2} M_z d\theta$$

直接用矢量推导

$$\begin{aligned}dW_i &= \vec{F}_i \cdot d\vec{r}_i = \vec{F}_i \cdot \vec{v}_i dt \\&= \vec{F}_i \cdot (\vec{\omega} \times \vec{r}_i) dt \\&= (\vec{\omega} \times \vec{r}_i) \cdot \vec{F}_i dt \\&= \vec{\omega} \cdot (\vec{r}_i \times \vec{F}_i) dt = \vec{\omega} \cdot \vec{M}_i dt = \vec{k} \cdot \vec{M}_i \omega dt \\&= M_{iz} \omega dt = M_{iz} d\theta\end{aligned}$$

力矩的功

$$W = \int_{\theta_1}^{\theta_2} dW = \int_{\theta_1}^{\theta_2} M_z d\theta$$

力矩的空间积累效应

二、定轴转动动能定理

回顾：质点系动能定理

$$W_{ext} + W_{int} = E_{k2} - E_{k1}$$

对刚体 $W_{int} = 0$

$$W_{ext} = E_{k2} - E_{k1}$$

$$\begin{aligned}
 W &= \int_{\theta_1}^{\theta_2} M \, d\theta = \int_{\theta_1}^{\theta_2} J\alpha \, d\theta \\
 &= \int_{\theta_1}^{\theta_2} J \frac{d\omega}{dt} \, d\theta = \int_{\omega_1}^{\omega_2} J\omega \, d\omega \\
 &= \frac{1}{2} J\omega_2^2 - \frac{1}{2} J\omega_1^2
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 M &= J\alpha \\
 \alpha &= \frac{d\omega}{dt} \\
 \omega &= \frac{d\theta}{dt}
 \end{aligned}$$

$$E_k = \frac{1}{2} J\omega^2 \quad \text{定轴转动动能}$$

$$W = \int M d\theta = \frac{1}{2} J\omega_2^2 - \frac{1}{2} J\omega_1^2$$

刚体定轴转动
动能定理

$$W = \int \vec{f} d\vec{r} = \frac{1}{2} mv_2^2 - \frac{1}{2} mv_1^2$$

$$\frac{1}{2} \mathbf{J} \omega^2 \stackrel{?}{=} \sum \frac{1}{2} \mathbf{m}_i \mathbf{v}_i^2 \quad (\text{所有质点动能的求和})$$

$$\begin{aligned} E_k &= \sum \frac{1}{2} \mathbf{m}_i \mathbf{v}_i^2 = \sum \frac{1}{2} \mathbf{m}_i \mathbf{r}_{i\perp}^2 \omega^2 \\ &= \frac{1}{2} \omega^2 \sum \mathbf{m}_i \mathbf{r}_{i\perp}^2 = \frac{1}{2} \mathbf{J} \omega^2 \end{aligned}$$

$(\omega \uparrow \rightarrow E_k \uparrow\uparrow)$ (飞轮储能)

白天、晚上用电量不同

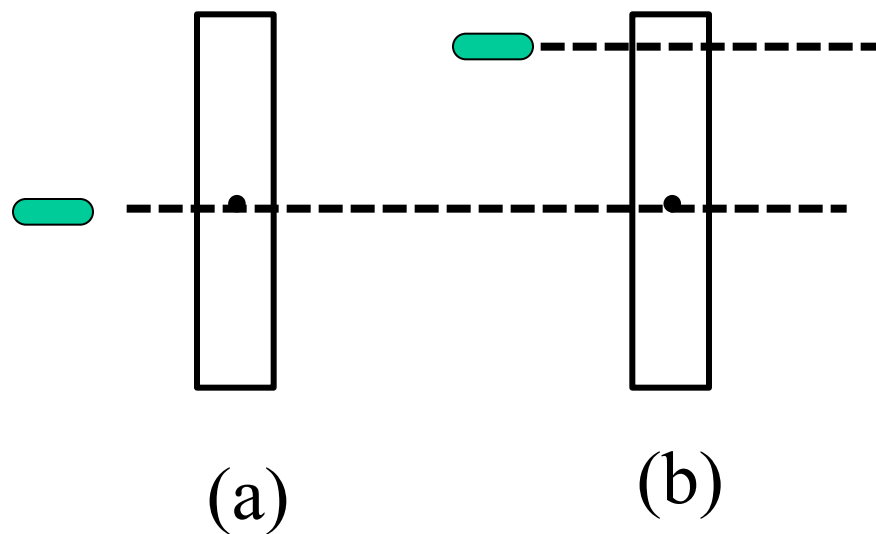
有个均匀木棒放在光滑的水平面上，一子弹水平射入其中，如图所示的（a）和（b）两种情况，哪种情况木棒和子弹最终的动能更大？

A (a) 种情况；

B (b) 种情况

C 一样大

D 无法判断



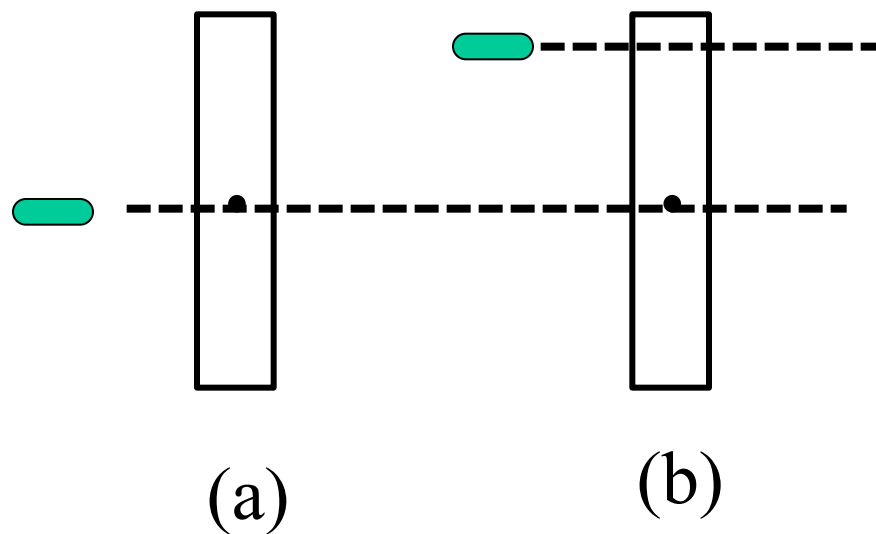
有个均匀木棒放在光滑的水平面上，一子弹水平射入其中，如图所示的 (a) 和 (b) 两种情况，哪种情况木棒（不包含子弹）的动能更大？

A (a) 种情况；

B (b) 种情况

C 一样大

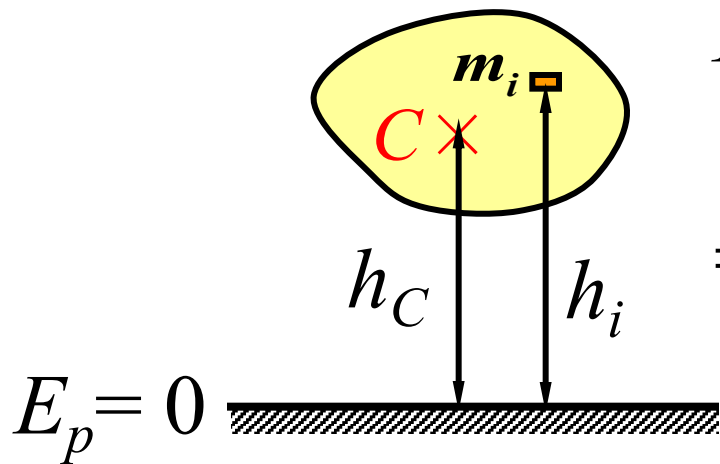
D 无法判断



三、刚体的重力势能

重力场中的刚体

刚体+地球



$$\begin{aligned} E_p &= \sum m_i g h_i \\ &= m g \frac{\sum m_i h_i}{m} \\ &= m g h_c \end{aligned}$$

刚体上各点重力加速度的变化忽略

四、刚体的机械能守恒

刚体和地球系统，只有重力做功

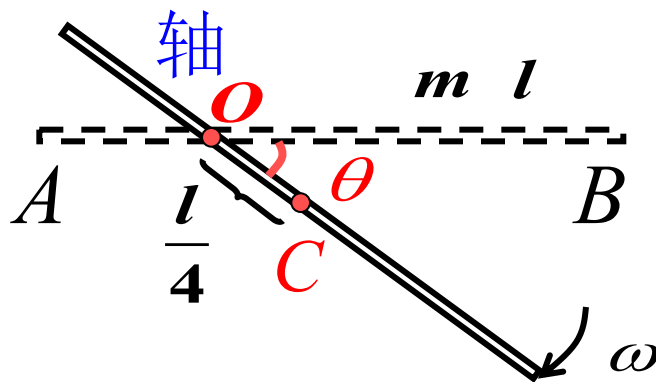
刚体的机械能守恒

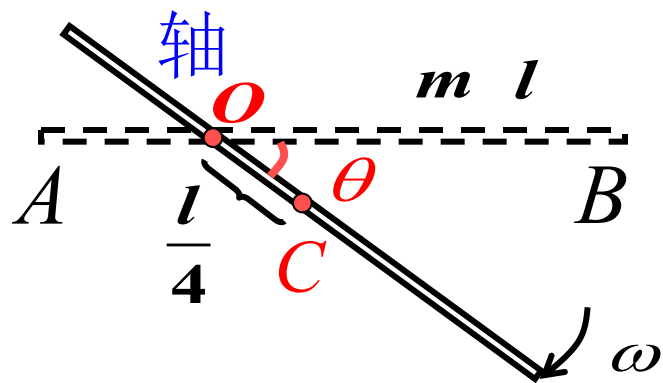
$$\boldsymbol{E_p} + \boldsymbol{E_k} = \boldsymbol{const.}$$

【例题】 均匀直杆 $m \ l$ 轴光滑，

$\overline{AO} = l/4$ 。 初始水平静止。

求： 杆下摆到 θ 角时， 角速度 $\omega = ?$





(杆+地球) 系统, 只有重力做功, E 守恒

水平面为重力势能零点

机械能守恒
$$\frac{1}{2} J_O \omega^2 - mg \frac{l}{4} \sin \theta = 0 \quad (1)$$

平行轴定理
$$J_O = \frac{1}{12} ml^2 + m\left(\frac{l}{4}\right)^2 = \frac{7}{48} ml^2 \quad (2)$$

(1)、(2)解得:
$$\omega = 2\sqrt{\frac{6g \sin \theta}{7l}}$$

角加速度?

质心速度、加速度?

轴上受力情况如何?