2.2 刚体定轴转动动力学

- 力 → 改变质点的运动状态 → 质点获得加速度
- 力矩 → 改变刚体的转动状态 → 刚体获得角加速度

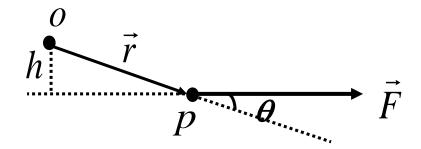
对刚体定轴转动有影响的是力与<u>转轴</u>垂直的分量,且 作用线不能通过转轴。

复习: 力相对某一点的力矩:

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$$

大小
$$M = rF \sin \theta = Fh$$

方向 右螺旋法则确定



2.2.1 相对固定轴的力矩

刚体的力矩: 相对于转轴

1) 力在垂直于轴的平面内时

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$$

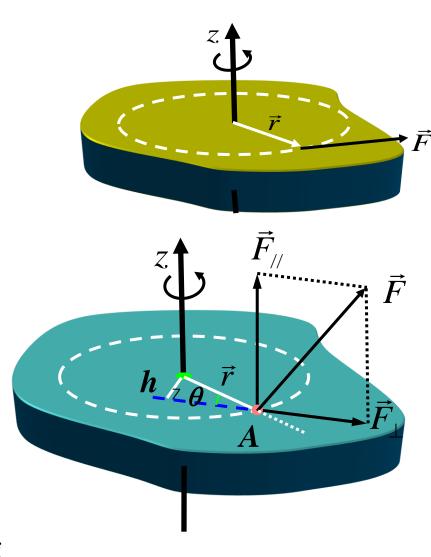
2) 力不在垂直于轴的平面内时

需将力分别向垂直于轴以及 平行于轴方向做正交分解 对轴的有效力矩应为:

$$M = rF_{\perp} \sin \boldsymbol{\theta} = F_{\perp} h$$

3) 力矩迭加原理:

$$\vec{M} = \sum \vec{M}_i$$

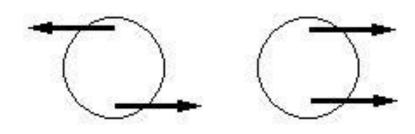


判断题:

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$$

$$\vec{M} = \sum \vec{M}_i$$

合外力为零,合外力矩是否为零? 合外力矩为零,合外力是否为零?



外力为零时: 质心运动状态不变力矩不为零: 圆盘转动状态改变

外力不为零: 质心运动状态改变 力矩不为零, 圆盘转动状态改变

2.2.1 相对固定轴的力矩

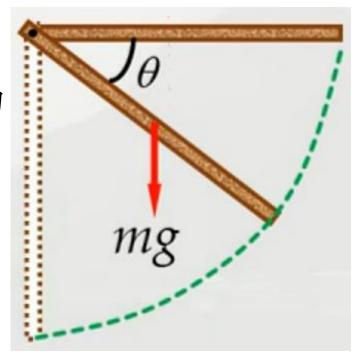
均匀细棒绕过端点且的水平固定轴转动,其受到的重力矩可以视为重力全部作用在质心处时的力矩。

证明: 距离转轴x处,杆上质元 $dm = \frac{m}{l} dx$ 相对转轴的力矩大小为

$$\mathbf{d}M = \left(\frac{m}{l}\,\mathrm{d}xg\right)x\cos\theta$$

整个杆受到的力矩大小

$$\int_{0}^{l} \frac{m}{l} dx \, gx \cos \theta = mg \frac{l}{2} \cos \theta$$



力矩方向: 向内

这与作用在质心处,大小为mg的力产生的力矩相同

2.2.2 刚体定轴转动定律

牛顿第二定律

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

刚体转动定律

$$M = I\beta$$

第i个质元受力

$$\vec{F}_i + \vec{f}_i = m_i \vec{a}_i$$

切线方向受力

$$F_{i\tau} + f_{i\tau} = m_i a_{i\tau}$$

在上式两边同乘以
$$\mathbf{r}_i$$
 $F_{i\tau}r_i + f_{i\tau}r_i = m_i a_{i\tau}r_i = m_i r_i^2 \beta$

对所有质元求和

$$\sum F_{i\tau}r_i + \sum f_{i\tau}r_i = (\sum m_i r_i^2) \beta$$

内力矩之和为0

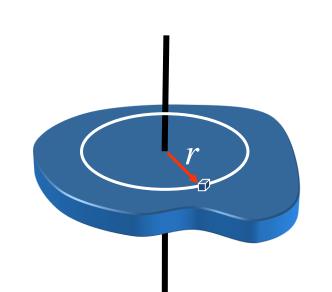
2.2.3 转动惯量

转动惯量: 物体保持原有转动状态不变的性质。 转动惯量计算:

$$I = \begin{cases} \sum_{i} \Delta m_{i} r_{i}^{2} \text{ (质量不连续分布)} \\ \sum_{i} \Delta m_{i} r_{i}^{2} \text{ (质量连续分布)} \end{cases}$$

确定转动惯量的相关要素:

- (1)总质量(2)质量分布(3)转轴的位置



2.2.3 转动惯量: 转轴位置

例:质量m、长l的匀质细杆,转轴垂直细杆位于质心C、端点O、过与质心O点相距为d的O′求细杆的转动惯量。

(a) 转轴位于质心C

$$I_C = \int_{-l/2}^{l/2} x^2 dm = \frac{m}{l} \int_{-l/2}^{l/2} x^2 dx = \frac{1}{12} m l^2$$

(b) 转轴位于一端O

$$I_O = \int_0^l x^2 dm = \frac{m}{l} \int_0^l x^2 dx = \frac{1}{3} m l^2$$

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

$$dm = \frac{m}{S} dx dy$$

$$dm = \frac{m}{S} dx dy dz$$

$$dm = \frac{m}{V} dx dy dz$$
体

(c)
$$\Box \Box \Box \Box \Box$$

$$I_{O'} = \int_{-(\frac{l}{2}-d)}^{\frac{l}{2}+d} x^2 dm = \frac{1}{12} ml^2 + md^2$$

2.2.3 转动惯量: 转轴位置

转轴位于质心C点:

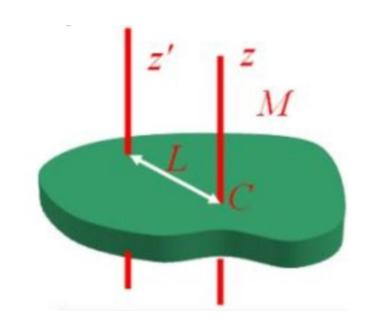
$$I_C = \int_{-l/2}^{l/2} x^2 dm = \frac{m}{l} \int_{-l/2}^{l/2} x^2 dx = \frac{1}{12} m l^2$$

转轴位于O':

$$I_{O'} = \int_{-(\frac{l}{2}-d)}^{\frac{l}{2}+d} x^2 dm = \frac{1}{12}ml^2 + md^2$$

平行轴定理: 通过刚体相对 质心轴的转动惯量,可计算 与质心轴平行的其他转轴的 转动惯量。

$$I_{O'} = I_{\rm c} + md^2$$



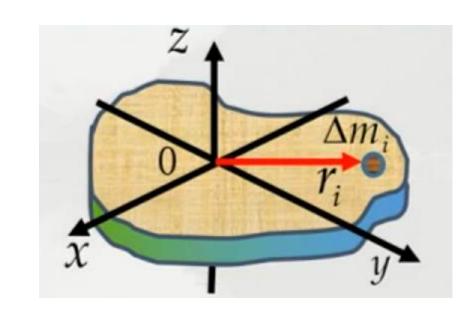
2.2.3 转动惯量:转轴位置(了解)

垂直轴定理:

计算关于与刚体薄片垂直轴的转动惯量。

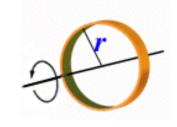
$$I = I_x + I_y$$

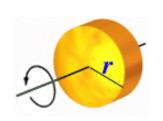
x, y是互相垂直且与 垂直轴相交的轴。



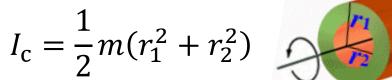
2.2.3 转动惯量:质量分布(了解)

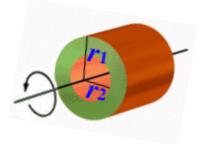
$$I_{\rm c} = mr^2$$

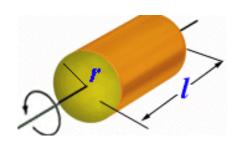




$$I_{\rm c} = \frac{1}{2}mr^2$$

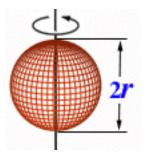


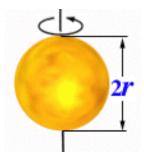




$$I_{\rm c} = \frac{1}{2}mr^2$$

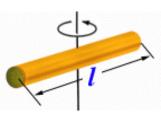
$$I_{\rm c} = \frac{2}{3}mr^2$$

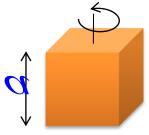




$$I_{\rm c} = \frac{2}{5}mr^2$$

$$I_{\rm c} = \frac{1}{12} m l^2$$





$$I_{\rm c} = \frac{1}{6}ma^2$$

2.2.3 转动惯量:回转半径(了解)

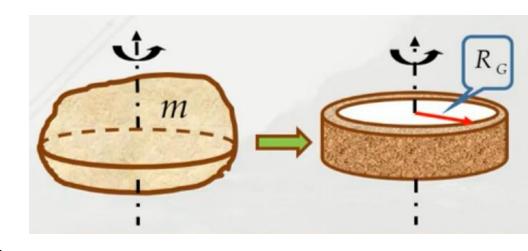
回转半径 R_G :

为研究转动效果,将物体质量视为全部集中在距离转轴为 R_G 的圆周上。

$$R_g = \sqrt{\frac{I}{m}}$$

己知某结构的回转半径,可以估计估计不同质量情况下的转动惯量:

$$I = mR_g^2$$



一轻绳绕在半径 r = 20 cm 的飞轮边缘,飞轮的转 动惯量 I=0.5 kg·m², 飞轮与转轴间的摩擦不计,

求 (1)在绳端施以F=98 N 的拉力, 飞轮的角加速度

 $a = r\beta$

(2) 如以重量P = 98 N的物体挂在绳端, 计算飞轮的角加速度

解 (1)
$$Fr = I\beta$$

$$\beta = \frac{Fr}{I} = \frac{98 \times 0.2}{0.5} = 39.2 \text{ rad/s}^{2}$$
(2) $mg - T = ma$

$$Tr = I\beta$$

$$a = r\beta$$

$$\beta = \frac{mgr}{I + mr^{2}}$$

$$= \frac{98 \times 0.2}{0.5 + 10 \times 0.2^{2}} = 21.8 \text{ rad/s}^{2}$$

例 一定滑轮质量为m,半径为r,不能伸长的轻绳两 边系 m_1 和 m_2 的物体挂于滑轮上($m_1 > m_2$),绳与滑 轮间无相对滑动。求滑轮转动角速度随时间的变化。

解假设滑轮顺时针转动为正方向。

物体
$$m_1$$

$$m_1g - T_1 = m_1a$$

物体 m_2 $T_2 - m_2 g = m_2 a$

滑轮
$$m$$
 $T_1 r - T_2 r = I\beta = \frac{1}{2} m r^2 \beta$ $a = r\beta$

求解可得:
$$\beta = \frac{(m_1 - m_2)g}{(m_1 + m_2 + \frac{1}{2}m)r} \qquad \omega = \omega_0 + \beta \ t = \frac{(m_1 - m_2)gt}{(m_1 + m_2 + \frac{1}{2}m)r}$$

2.2 作业

2.15

2.16