



中原工学院

Zhongyuan University of Technology

4 刚体转动

任课教师 [曾灏宪](#)

中原工学院 理学院

大学物理（上）

4 刚体转动

4.3 角动量 角动量守恒定律

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

$$\vec{M} = J \vec{\alpha}$$

m

$$J = \sum_i \Delta m_i r_i^2 \quad J = \int r^2 dm$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}$$

$$\vec{\alpha} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$$

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt}$$

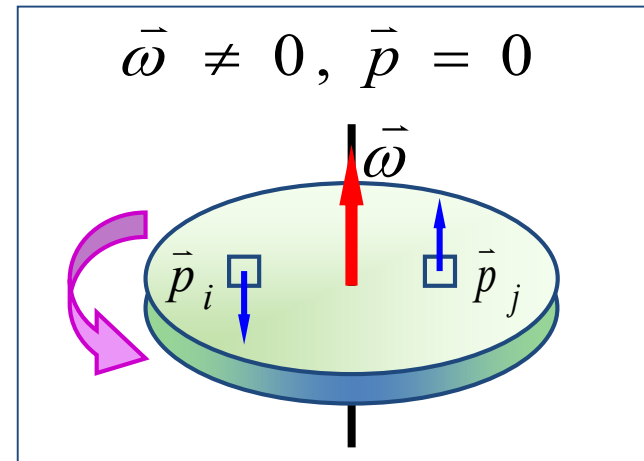
$$\omega = \frac{d\theta}{dt}, \text{ 右手螺旋}$$

$$\vec{p} = m \vec{v}, \quad E_k = \frac{1}{2} m v^2$$

?

质点运动状态的描述 $\vec{p} = m \vec{v}$ $E_k = m v^2 / 2$

问题： 将一绕通过质心的固定轴转动的圆盘视为一个质点系，系统总动量为多少？



系统总动量为零，系统有机械运动，总动量却为零？

说明不宜使用动量来量度转动物体的机械运动量。

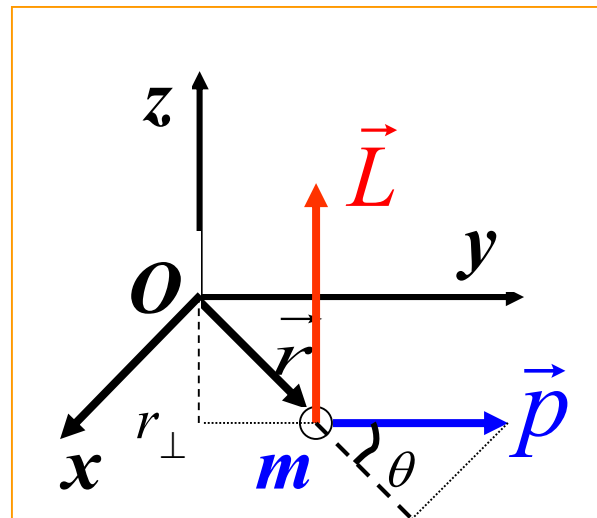
*引入与动量 \vec{p} 对应的角量 \vec{L} —— 角动量（动量矩）

↓
动量对参考点（或轴）求矩

一 质点的角动量和刚体的角动量

1. 质点的角动量

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \vec{r} \times m \vec{v}$$

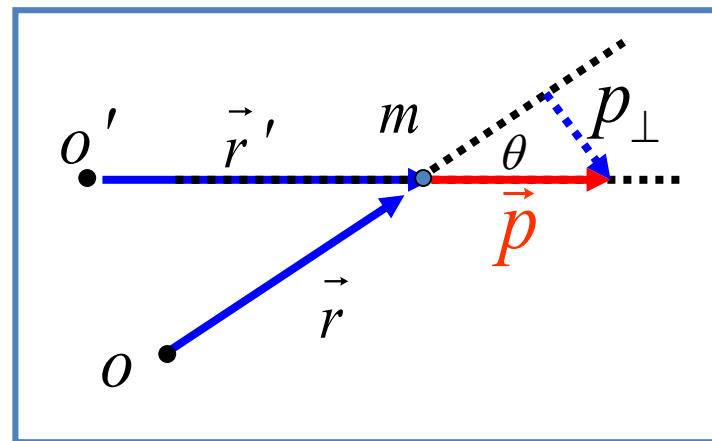


- $\vec{L} \Rightarrow$ {
- 大小: $L = rmv \sin \theta$
 - 方向: 垂直于 \vec{r} 和 \vec{p} 组成的平面
服从右手螺旋法则。
 - 单位: $\text{kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-1}$

设 m 作直线运动

以 O' 为参考点: $\vec{L}' = 0$

以 O 为参考点: $\vec{L} \neq 0$



角动量与所取的惯性系有关；角动量与参考点的位置有关

质点对某参考点的角动量反映质点绕该参考点旋转运动的强弱。

2. 质点系角动量

系统内所有质点对**同一参考点**角动量的**矢量和**

设各质点对**O**点的位矢分别为： $\vec{r}_1, \vec{r}_2 \dots \vec{r}_i \dots$

动量分别为： $\vec{p}_1, \vec{p}_2 \dots \vec{p}_i \dots$

$$\vec{L} = \sum_i \vec{L}_i = \sum_i \vec{r}_i \times \vec{p}_i = \sum_i \vec{r}_i \times m_i \vec{v}_i$$

3. 定轴转动刚体的角动量

转轴 z ，角速度 $\vec{\omega}$

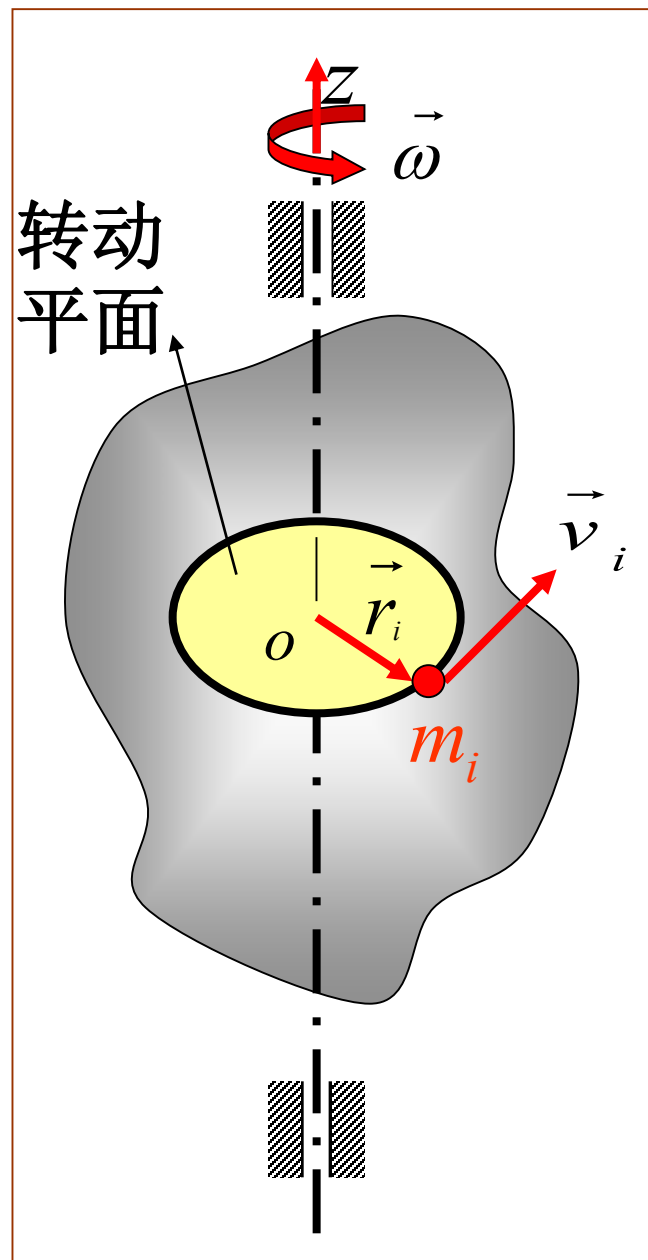
转轴与转动平面交点 O

刚体上任一质点 m_i

m_i 对 O 的角动量: $\vec{L}_{io} = \vec{r}_i \times m_i \vec{v}_i$

$$\vec{L}_{io} \Rightarrow \begin{cases} \text{大小} : L_{io} = r_i m_i v_i = m_i r_i^2 \omega \\ \text{方向} : \text{沿 } \vec{\omega} \end{cases}$$

$$\text{即 } \vec{L}_{io} = m_i r_i^2 \vec{\omega}$$



刚体定轴转动的特点：

(1) 各质点均在垂直于转轴的转动平面内，作半径不同的圆周运动。

(2) 各质点的角速度 $\vec{\omega}$ 大小相等，且均沿轴向。

刚体对 z 轴的总角动量为

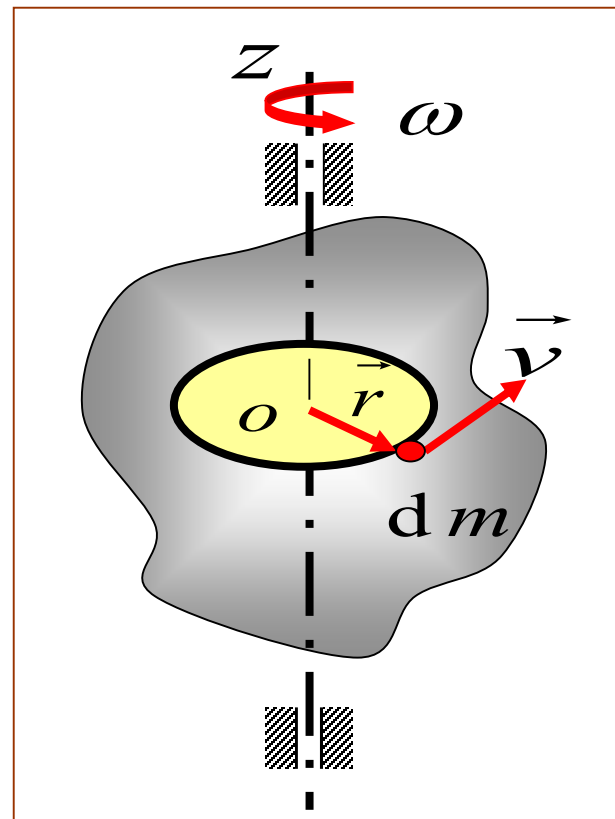
$$\vec{L} = J \vec{\omega}$$

$$\begin{aligned} L_z &= \sum_i L_{iz} \\ &= \sum_i r_i^2 m_i \omega \\ &= \omega \sum_i r_i^2 m_i \\ &= J \omega \end{aligned}$$

对质量连续分布的刚体：

$$\begin{aligned}L_z &= \int dL_z = \int r^2 \omega dm \\ &= \omega \int r^2 dm = J \omega\end{aligned}$$

$$\vec{L} = J \vec{\omega}$$



二 刚体定轴转动的角动量定理

1. 质点角动量的时间变化率

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$$

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

质点的
角动量定理

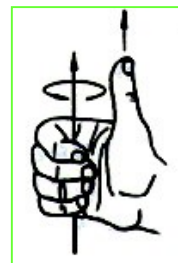
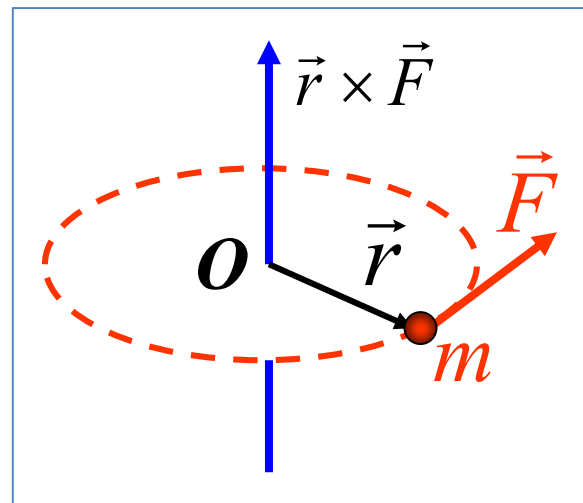
$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{d}{dt}(\vec{r} \times \vec{p}) = \frac{d\vec{r}}{dt} \times \vec{p} + \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt}$$

因为 $\frac{d\vec{r}}{dt} \times \vec{p} = \vec{v} \times \vec{p} = \vec{v} \times m\vec{v} = 0$

所以 $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{M}$

↓
质点位矢

↓
合力



2. 质点系角动量的时间变化率

对 N 个质点 m_1, m_2, \dots, m_N 组成的质点系, 由

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F} = \frac{d\vec{L}}{dt} \quad \text{可得}$$

$$\frac{d\vec{L}_1}{dt} = \vec{M}_{1\text{外}} + \vec{M}_{1\text{内}}$$

$$\frac{d\vec{L}_2}{dt} = \vec{M}_{2\text{外}} + \vec{M}_{2\text{内}}$$

... ..

$$\frac{d\vec{L}_N}{dt} = \vec{M}_{N\text{外}} + \vec{M}_{N\text{内}}$$

两边求和得

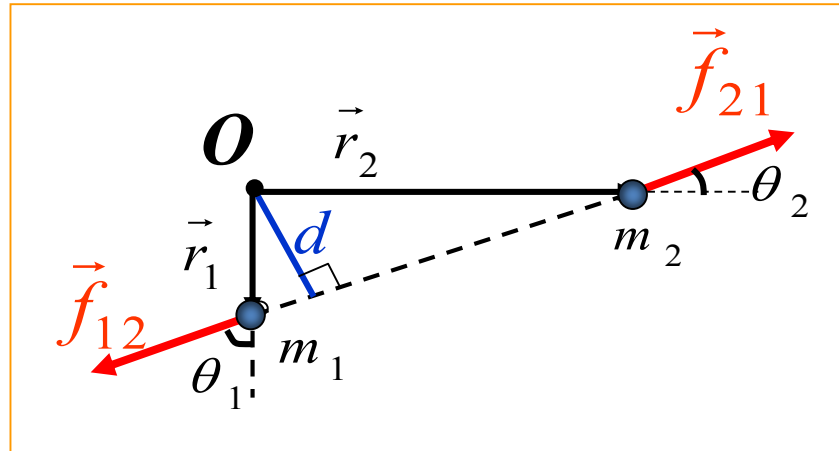
$$\frac{d}{dt} \sum_i \vec{L}_i = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

$$= \sum_i \vec{M}_{i\text{外}} + \sum_i \vec{M}_{i\text{内}}$$

$$\frac{d}{dt} \sum_i \vec{L}_i = \frac{d\vec{L}}{dt} = \sum_i \vec{M}_{i\text{外}} + \sum_i \vec{M}_{i\text{内}}$$

由图可知

$$\sum_i \vec{M}_{i\text{内}} = 0$$



于是：

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M}_{\text{外}} = \sum_i \vec{r}_i \times \vec{F}_{i\text{外}}$$

质点系的角动量定理

质点系总角动量的时间变化率等于质点系所受外力矩的矢量和。内力矩只改变质点系总角动量在系内的分配，不影响总角动量。

3. 定轴刚体的角动量定理

由 $L_z = \omega \sum_i r_i^2 m_i = J \omega$ $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M}_{\text{外}}$

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

刚体定轴转动的角动量定理的积分形式

$$\int_{t_1}^{t_2} M dt = \int_{L_1}^{L_2} dL = J\omega_2 - J\omega_1$$

角动量定理的积分形式

	微分形式	积分形式
质点	$\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt}$	$\int_{t_1}^{t_2} \vec{M} dt = \int_{\vec{L}_1}^{\vec{L}_2} d\vec{L} = \Delta \vec{L}$
质点系	$\vec{M}_{\text{外}} = \frac{d\vec{L}}{dt}$	$\int_{t_1}^{t_2} \vec{M}_{\text{外}} dt = \int_{\vec{L}_1}^{\vec{L}_2} d\vec{L} = \Delta \vec{L}$
定轴刚体	$M_{\text{轴}} = J\beta = J \frac{d\omega}{dt}$	$\int_{t_1}^{t_2} M_{\text{轴}} dt = \int_{\omega_1}^{\omega_2} J d\omega = J \Delta \omega$

注意:

(1) 力矩对时间的积累: 角冲量 (冲量矩)

定义: $\int_{t_1}^{t_2} \vec{M} dt$ 效果: 改变角动量

(2) 比较: \vec{L} { 变化率 ($\frac{d\vec{L}}{dt}$) 与 \vec{M} 对应
变化量 ($\Delta\vec{L}$) 与 $\int_{t_1}^{t_2} \vec{M} dt$ 对应

\vec{p} { 变化率与 \vec{F} 对应
变化量与 $\int_{t_1}^{t_2} \vec{F} dt$ 对应

(3) 同一式中, \vec{M} , \vec{L} , J , $\vec{\omega}$ 等角量

要对同一参考点或同一轴计算。

三 角动量守恒定律

对质点系

由角动量定理：
$$\int_{t_2}^{t_1} \vec{M}_{\text{外}} dt = \Delta \vec{L} = \vec{L}_2 - \vec{L}_1$$

当 $\vec{M}_{\text{外}} = 0$ 时， $\Delta \vec{L} = 0$

$\vec{L} = \text{恒矢量}$

分量式：
$$\left\{ \begin{array}{ll} M_x = 0 & \text{时} \quad L_x = \text{恒量} \\ M_y = 0 & \text{时} \quad L_y = \text{恒量} \\ M_z = 0 & \text{时} \quad L_z = \text{恒量} \end{array} \right.$$

对定轴转动刚体，当 $M_{\text{轴}} = 0$ 时， $L_{\text{轴}} = \text{恒量}$

▶ 在冲击等问题中 $\because M^{\text{in}} \gg M^{\text{ex}} \therefore L \approx \text{常量}$

角动量守恒定律

当质点系所受外力对某参考点（或轴）的力矩的矢量和为零时，质点系对该参考点（或轴）的角动量守恒。

1. 守恒条件： $\vec{M}_{\text{外}} = 0$ 或 $M_{\text{轴}} = 0$

能否为 $\int \vec{M}_{\text{外}} dt = 0$?

不能，后者只能说明初、末态角动量相等，不能保证过程中每一时刻角动量相同。

2. 与动量守恒定律对比：

当 $\vec{F}_{\text{外}} = 0$ 时， $\vec{p} = \text{恒矢量}$
当 $\vec{M}_{\text{外}} = 0$ 时， $\vec{L} = \text{恒矢量}$ } 彼此独立

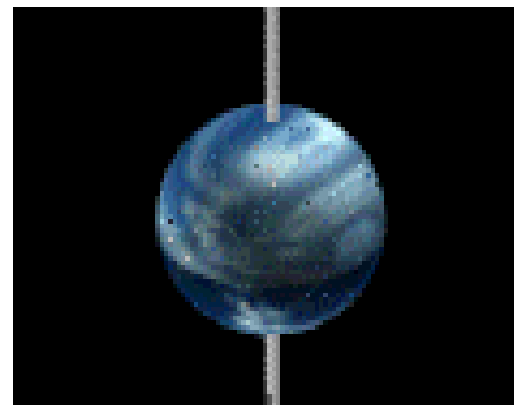
角动量守恒定律应用举例

角动量守恒定律适用于以下情况：

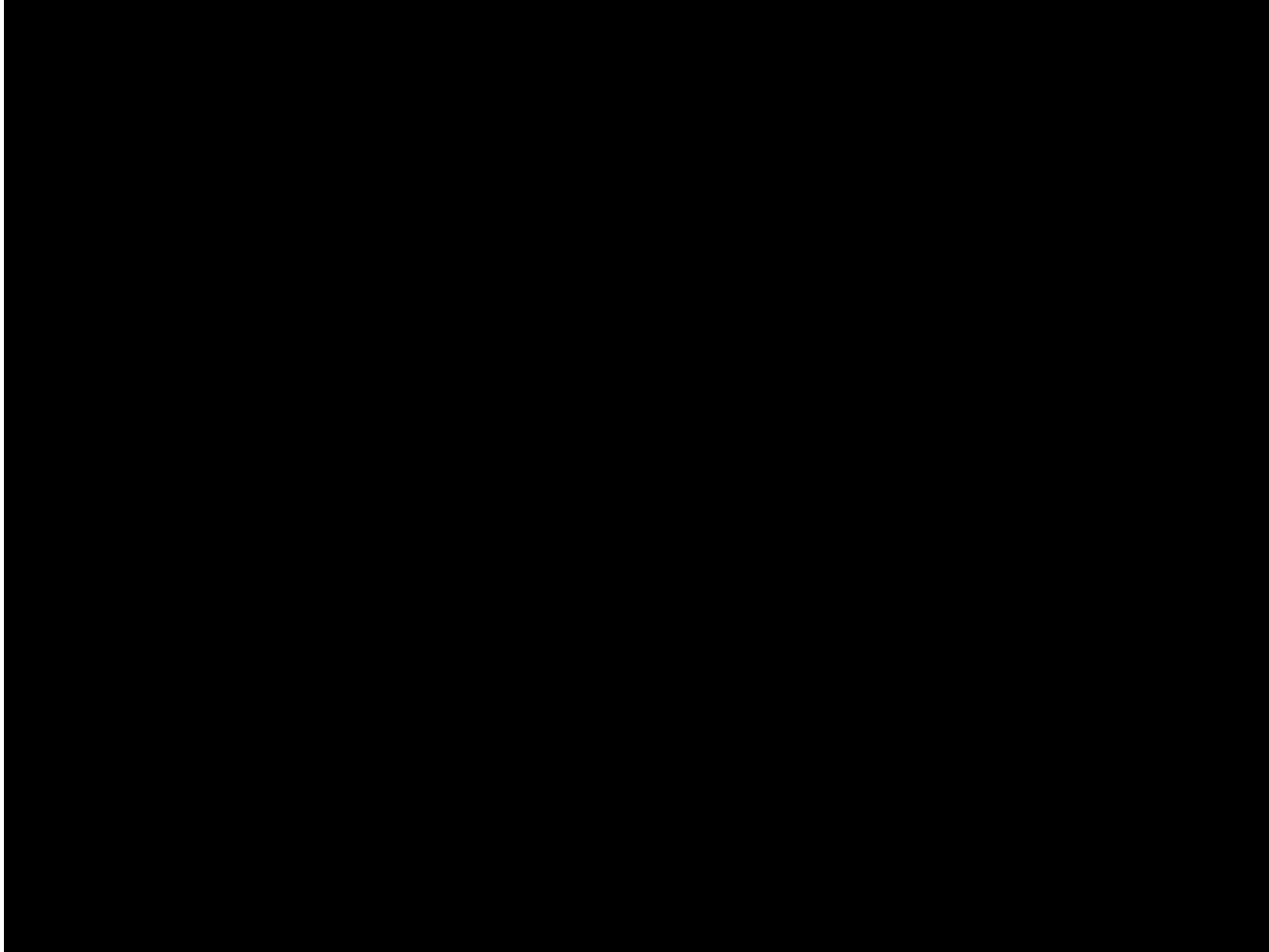
(1) 对于单一刚体： J 、 $\vec{\omega}$ 均不变，
则匀速转动

(2) 对于系统： J_i 、 $\vec{\omega}_i$ 均可以变化，但 $\sum J_i \vec{\omega}_i$ 不变

(3) 对于变形体： J 、 $\vec{\omega}$ 均可以变化，但 $J\vec{\omega}$ 不变



陀螺仪 Gyroscope



[Source](#)

有心力场中的运动

物体在有心力作用下的运动



力的作用线始终通过某定点的力



力心

有心力对力心的力矩为零，只受有心力作用的物体对力心的角动量守恒。

应用广泛，例如：

天体运动（行星绕恒星、卫星绕行星……）

微观粒子运动（电子绕核运动；加速器中粒子与靶核散射……）

例 关于力矩有以下几种说法:

- (1) 内力矩不会改变刚体对某个轴的角动量;
- (2) 作用力和反作用力对同一轴的力矩之和必为零;
- (3) 质量相等, 形状和大小不同的两个刚体, 在相同力矩的作用下, 他们的角加速度一定相等;

在上述说法中

(A) 只有 (2) 是正确的;

★ (B) (1)、(2) 是正确的;

(C) (2)、(3) 是正确的;

(D) (1)、(2)、(3) 都是正确的.

例 细绳一端拴着质量为 m 的小球,另一端穿过水平桌面上的小孔 O 。先使小球在桌面上以速度 v_1 沿半径为 r_1 的圆周匀速转动,然后非常缓慢地将绳向下拉,使半径减小到 r_2 。设小球与桌面的摩擦不计,求此时小球的速度和拉力 T 对小球所作的功

解: 绳子拉力对 O 点的力矩为零

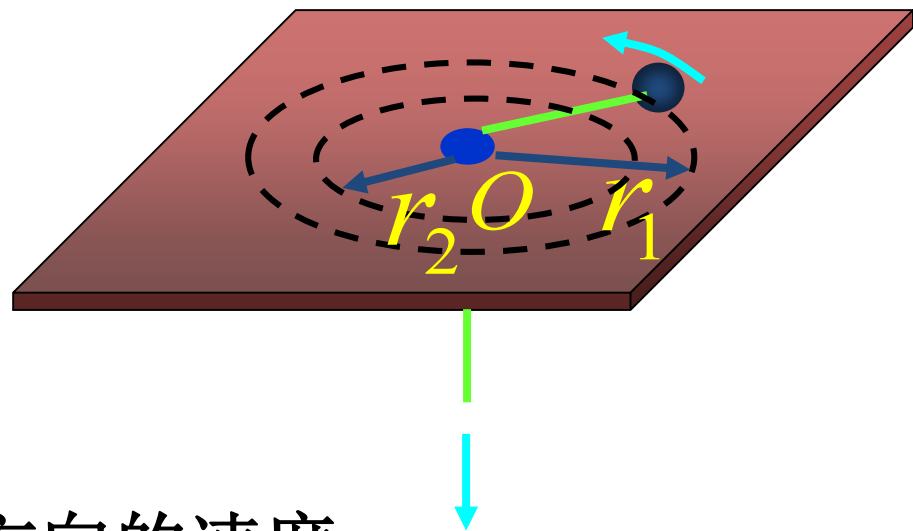
由角动量守恒有

$$\vec{r}_1 \times m \vec{v}_1 = \vec{r}_2 \times m \vec{v}_2$$

因缓慢拉绳, 忽略小球沿绳方向的速度

$$\therefore r_1 m v_1 = r_2 m v_2 \quad \Rightarrow \quad v_2 = v_1 \frac{r_1}{r_2}$$

$$W = \frac{1}{2} m v_2^2 - \frac{1}{2} m v_1^2 = \frac{1}{2} m v_1^2 \left[\left(\frac{r_1}{r_2} \right)^2 - 1 \right]$$

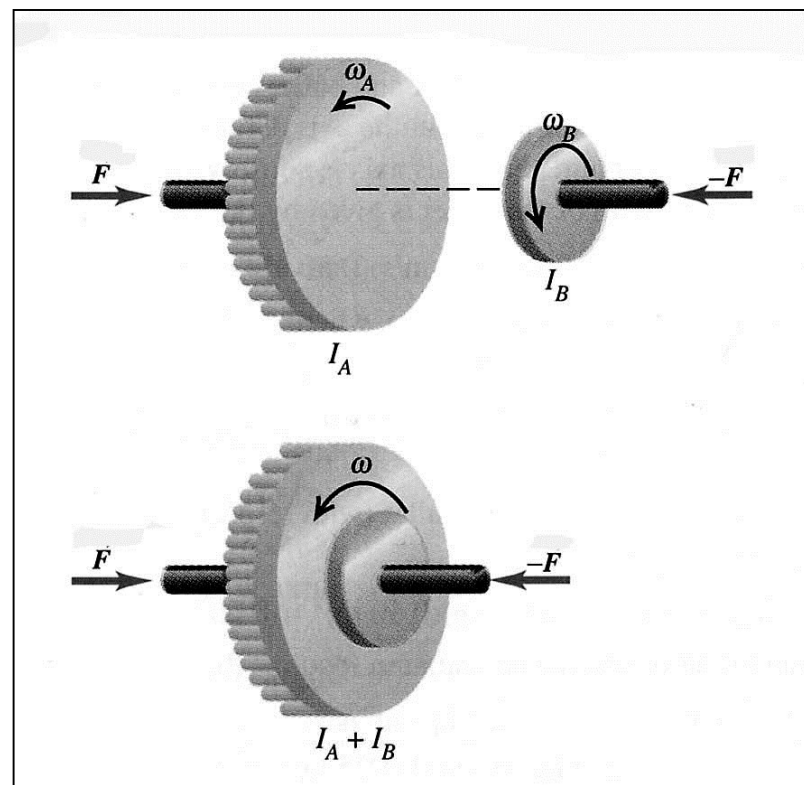


例 两个转动惯量分别为 J_1 和 J_2 的圆盘 A 和 B . A 是机器上的飞轮, B 是用以改变飞轮转速的离合器圆盘. 开始时, 他们分别以角速度 ω_1 和 ω_2 绕水平轴转动. 然后, 两圆盘在沿水平轴方向力的作用下. 啮合为一体, 其角速度为 ω , **求** 齿轮啮合后两圆盘的角速度.

解: 系统角动量守恒

$$J_1 \omega_1 + J_2 \omega_2 = (J_1 + J_2) \omega$$

$$\omega = \frac{J_1 \omega_1 + J_2 \omega_2}{(J_1 + J_2)}$$



作业

➤ P113: 18; 23; 24

版权声明

本课件根据高等教育出版社《物理学教程（第二版）上册》（马文蔚 周雨青 编）配套课件制作。课件中的图片和动画版权属于原作者所有；部分例题来源于清华大学编著的“大学物理题库”；其余文字资料由 [Haoxian Zeng](#) 编写，采用 [知识共享 署名-相同方式共享 3.0 未本地化版本 许可协议](#) 进行许可。详细信息请查看[课件发布页面](#)。