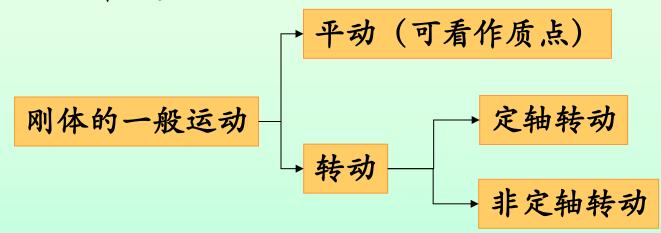
# 刚体的运动

### 刚体

实际物体都是有形状、大小的。当需要研究物体的自身运动时,物体不能被看作质点。但很多情况下,可忽略物体在运动过程中的形变。

刚体: 物体内任意两点间的距离在运动中保持不变。

研究方法: 视刚体为无穷多质点组成的质点系。每一质点的运动服从牛顿定律。而整个刚体的运动规律是所有质点运动规律的叠加。

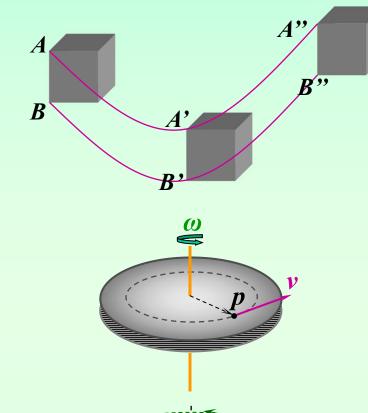


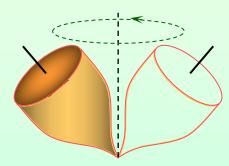
### 刚体的运动

平动: 刚体内任意两点连线的方向在运动中保持不变。

定轴转动: 刚体上所有质点均绕一固定直线作圆周运动,该直线称为转轴。

非定轴转动: 刚体上所有质点绕一直线作圆周运动,该轴也在空间运动。





这里主要讨论刚体的定轴转动。

## 质心和质心运动定理

### 质心

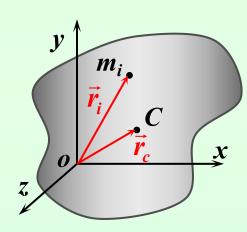
在讨论质点系的运动时、引入质心(或质心参照系)的概 念、常可简化计算。

设质点系各质点质量 $m_1$ 、 $m_2$ 、... $m_i$ 、... $m_n$ , 它们的位矢  $r_1, r_2, \ldots r_i, \ldots r_n$ 

则质心的位矢定义为:

$$\vec{r}_c = \frac{\sum m_i \vec{r}_i}{M}$$

其中: $M = \sum m_i$  为质点系总质量。



对质量连续分布的物体:

$$\vec{r}_c = \frac{\int \vec{r} dm}{M}$$

$$\left| \vec{r}_c = \frac{\int \vec{r} dm}{M} \right|$$
  $\dot{z}_c = \frac{\int x dm}{M}$ ,  $y_c = \frac{\int y dm}{M}$ ,  $z_c = \frac{\int z dm}{M}$ 

▶ 质心相对于质点系中各质点的位置是确定的,该位置不因坐标系的不同选择而不同。

例:质量均匀的细杆,坐标原点选在一端。

$$x_{c} = \frac{\int xdm}{M} = \frac{1}{M} \int x \frac{M}{L} dx = \frac{1}{L} \int_{0}^{L} xdx = \frac{1}{2} L$$

$$0 = \frac{L/2}{M} = \frac{M}{L} \frac$$

例:质量均匀的细杆,坐标原点选在杆中央。

$$x_{c} = \frac{\int x dm}{M} = \frac{1}{M} \int x \frac{M}{L} dx = \frac{1}{L} \int_{-L/2}^{L/2} x dx = 0$$

$$M, L \quad C$$

$$X \to L$$

- > 对质量分布均匀,形状对称的物体,质心就在其几何中心。
- ▶ 质心、重心是两个不同的概念,但物体不太大时,质心和重心位置重合。
- ▶ 当以质心为参照系时,质点系总动量为零。

### 质心运动定理

由质点系的动量定理:

$$\vec{F}_{\text{sh}} = \sum_{i=1}^{n} \frac{d\vec{p}_{i}}{dt} = \sum_{i=1}^{n} \frac{d^{2}}{dt^{2}} (m_{i}\vec{r}_{i}) = M \frac{d^{2}}{dt^{2}} (\sum_{i=1}^{n} \frac{m_{i}\vec{r}_{i}}{M})$$

$$= M \frac{d^{2}\vec{r}_{c}}{dt^{2}} = M\vec{a}_{c}$$

即: 
$$ec{F}_{\!\scriptscriptstyle M} = M ec{a}_c$$
 称为质心运动定理。

可见:一个质点系质心的运动,就好象一个质点的运动。 该质点的质量等于质点系的总质量,而该质点所受的力等 于整个质点系所受外力之和。





忽略各质点对质心的运动

忽略各质点对质心的运动

看作质点

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

给出了质心加速度

整体规律

提供线索

进一步研究各质点相对质心的运动

质心运动定理