

§ 2-2 动量 动量守恒定律

力的瞬时效应 → 加速度：牛顿定律

力的积累效应 —— $\begin{cases} \text{力的时间积累} -- \text{动量定理} \\ \text{力的空间积累} -- \text{动能定理} \end{cases}$

2.2.1 动量 动量定理

1 动量的引入

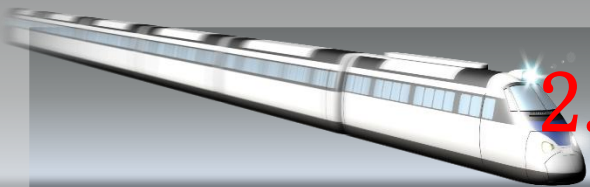
在牛顿力学中，物体的质量可视为常数

$$\vec{F} = m \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

式中的 \vec{p} 为物体质量与速度的乘积，称为物体的**动量**，即

$$\vec{p} = m\vec{v}$$

动量是**矢量**，方向与 \vec{v} 同；动量是相对量，与参照系选择有关



2.2.1 动量 动量定理

2 冲量的概念

$$\vec{F}dt = d\vec{p} = d(m\vec{v})$$

$$\int_{t_1}^{t_2} \vec{F}(t)dt = \vec{p}_2 - \vec{p}_1 = m\vec{v}_2 - m\vec{v}_1$$

$\int_{t_1}^{t_2} \vec{F}(t)dt$ 为作用力 \vec{F} 在时间 $t_1 \rightarrow t_2$ 内的累计效应，称为冲量 \vec{I}

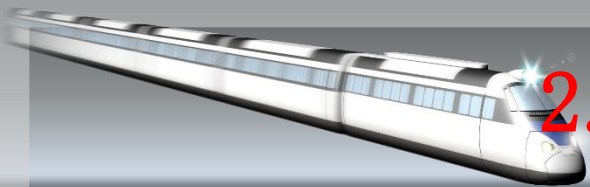
$$\vec{I} = \vec{p}_2 - \vec{p}_1 = \Delta\vec{p}$$

物体所受外力的冲量等于物体动量的增量。在直角坐标系中

$$I_x = \int_{t_1}^{t_2} F_x dt = mv_{2x} - mv_{1x} = p_{2x} - p_{1x}$$

$$I_y = \int_{t_1}^{t_2} F_y dt = mv_{2y} - mv_{1y} = p_{2y} - p_{1y}$$

$$I_z = \int_{t_1}^{t_2} F_z dt = mv_{2z} - mv_{1z} = p_{2z} - p_{1z}$$



2.2.1 动量 动量定理

3 动量定理的应用

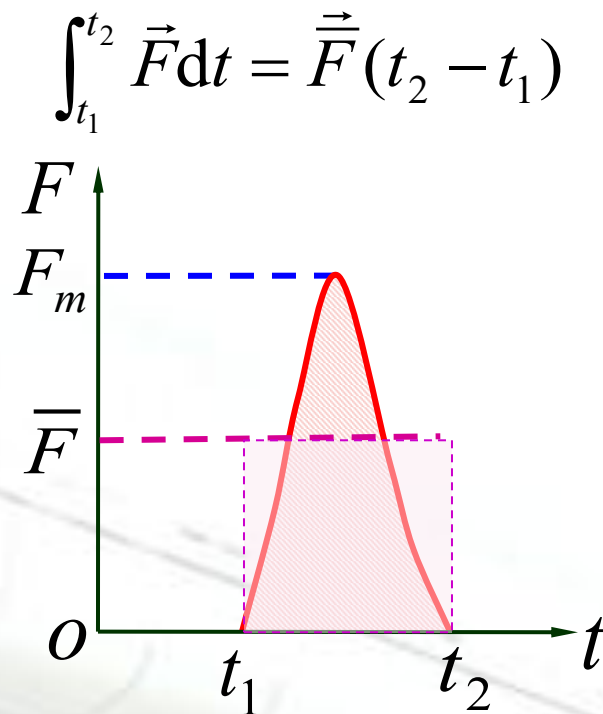
动量定理常应用于碰撞
问题平均冲力概念

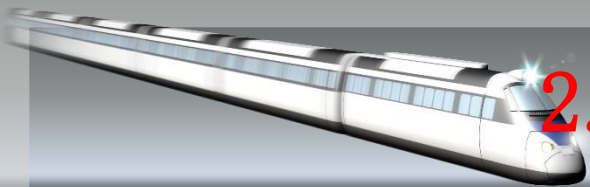
$$\vec{\bar{F}} = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} \vec{F} dt = \frac{\Delta \vec{p}}{\Delta t}$$

- 1) 平均冲力的估算
- 2) 当动量的变化是常量时，有

$$\bar{F} \propto \frac{1}{\Delta t}$$

为什么：用手接篮球的时候，手顺球运动的方向移动？在商品运输过程中，给商品加上软包装？





2.2.1 动量 动量定理

例2-6 一质量为 m 的质点在 Oxy 平面上运动，其位矢为 $\vec{r} = a\cos\omega t\vec{i} + b\sin\omega t\vec{j}$ 。求在 $t = 0$ 到 $t = \pi/2\omega$ 时间内，质点所受合力的冲量和质点动量的改变量。

解

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = -a\omega\sin\omega t\vec{i} + b\omega\cos\omega t\vec{j}$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = -a\omega^2\cos\omega t\vec{i} - b\omega^2\sin\omega t\vec{j}$$

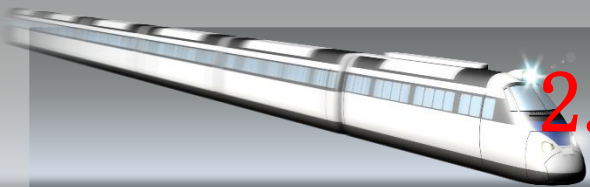
$$\vec{F} = m\vec{a}$$

合外力的冲量为

$$\vec{I} = \int_{t_1}^{t_2} \vec{F}dt = \int_{t_1}^{t_2} -m\omega^2(a\cos\omega t\vec{i} + b\sin\omega t\vec{j})dt = -m\omega(a\vec{i} + b\vec{j})$$

质点的动量改变量

$$\Delta\vec{p} = \vec{I} = -m\omega(a\vec{i} + b\vec{j})$$



2.2.1 动量 动量定理

例2-7 当子弹在枪膛内加速时，它所受的合力为 $F = a - bt$ ，式中 a, b 为常量，子弹由枪口射出时的速率为 v_0 。假设子弹离开枪口时，所受合力刚好为零，试计算：（1）子弹走完枪膛所需的时间（2）子弹所受的冲量（3）子弹的质量

解（1）子弹在枪口所受合外力为零

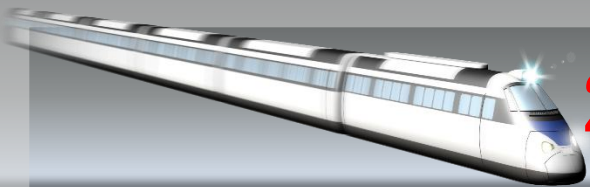
$$F = a - bt = 0$$

$$t = \frac{a}{b}$$

$$(2) \quad I = \int_0^t F dt = \int_0^{a/b} (a - bt) dt = \frac{a^2}{2b}$$

$$(3) \quad I = \Delta p = mv_0 - m \cdot 0$$

$$m = \frac{I}{v_0} = \frac{a^2}{2b}$$



2.2.2 动量守恒定律

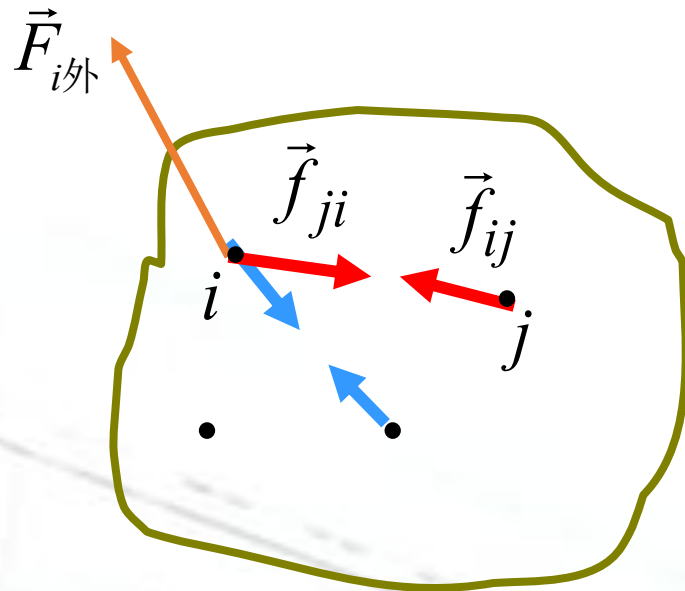
1 内力与外力

*i*质点所受的内力

$$\sum_{j=1, j \neq i}^n \vec{f}_{ji}$$

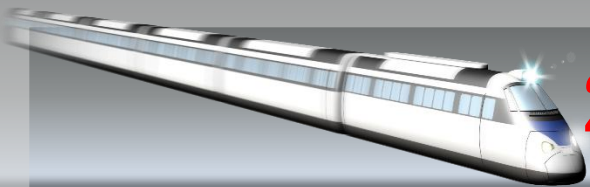
*i*质点所受合力

$$\vec{F}_{i\text{外}} + \sum_{j=1, j \neq i}^n \vec{f}_{ji}$$



2 *i*质点动量定理

$$\int_{t_1}^{t_2} \vec{F}_{i\text{外}} dt + \int_{t_1}^{t_2} \left(\sum_{j=1, j \neq i}^n \vec{f}_{ji} \right) dt = m_i \vec{v}_{i2} - m_i \vec{v}_{i1}$$



2.2.2 动量守恒定律

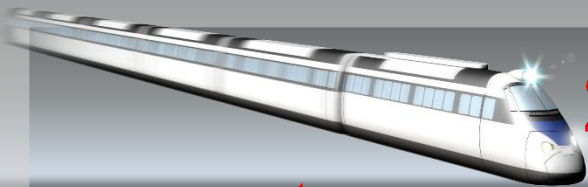
3 质点系的动量定理（对*i*求和）

$$\sum_{i=1}^n \int_{t_1}^{t_2} \vec{F}_{i\text{外}} dt + \sum_{i=1}^n \int_{t_1}^{t_2} \sum_{j=1, j \neq i}^n \vec{f}_{ji} dt = \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_{i2} - \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_{i1}$$
$$\Rightarrow \sum_{i=1}^n \int_{t_1}^{t_2} \vec{F}_{i\text{外}} dt + \int_{t_1}^{t_2} \left(\sum_{i=1}^n \sum_{j=1, j \neq i}^n \vec{f}_{ji} \right) dt = \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_{i2} - \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_{i1}$$

因为内力总是成对出现

$$\sum_{i=1}^n \sum_{j=1, j \neq i}^n \vec{f}_{ji} = 0$$
$$\int_{t_1}^{t_2} \left(\sum_{i=1}^n \vec{F}_{i\text{外}} \right) dt = \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_{i2} - \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_{i1} = \vec{P}_2 - \vec{P}_1$$

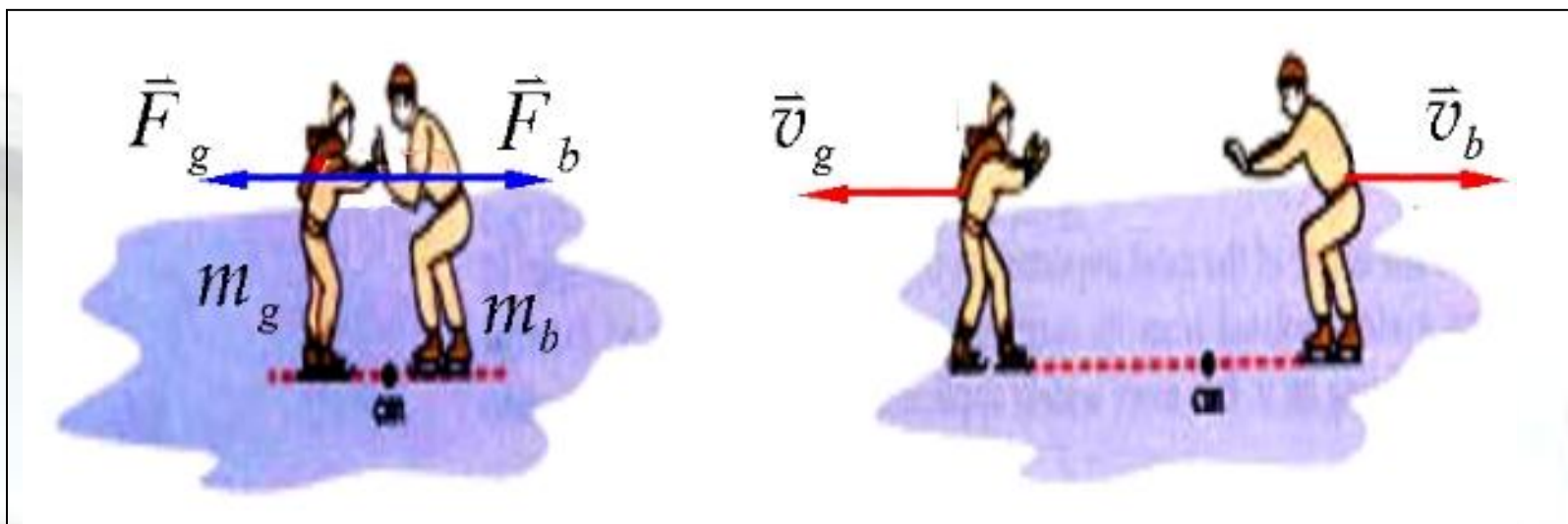
这说明内力对系统的总动量无贡献，但对每个质点动量的增减是有影响的。质点系合外力的冲量=质点系动量的增量。



2.2.2 动量守恒定律

注意

内力不改变质点系的动量



初始速度 $\vec{v}_g = \vec{v}_b = 0$

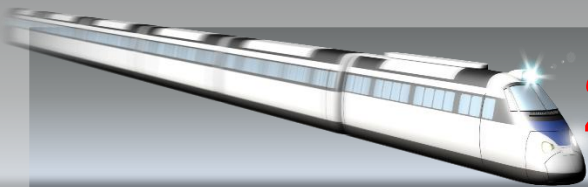
$m_b = 2m_g$ $\vec{p} = 0$

推开后 $\vec{v}_g = -2\vec{v}_b$

$\vec{p} = 0$

推开前后系统动量不变

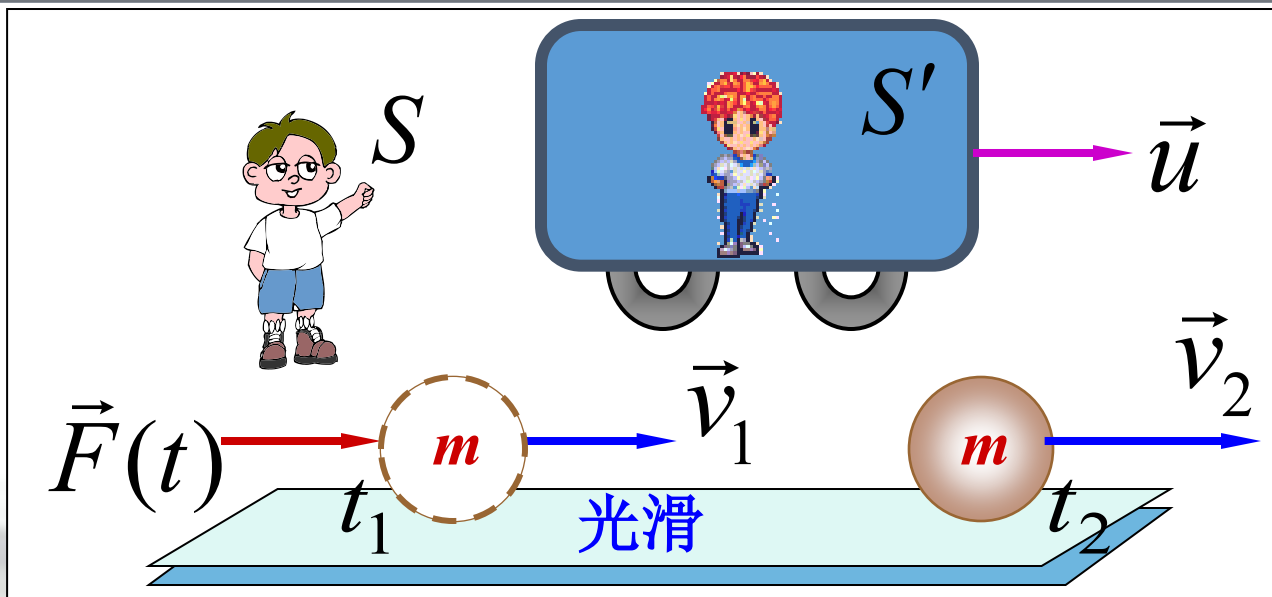
$\vec{p} = 0$



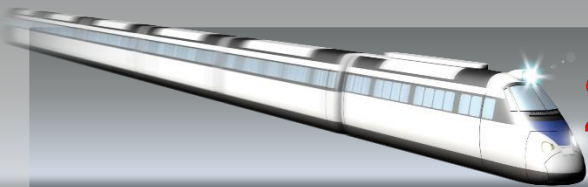
2.2.2 动量守恒定律

讨论

➤ 动量的相对性和动量定理的不变性



参考系	t_1 时刻	t_2 时刻	动量定理
S 系	$m\vec{v}_1$	$m\vec{v}_2$	$\int_{t_1}^{t_2} \vec{F}(t) dt = m\vec{v}_2 - m\vec{v}_1$
S' 系	$m(\vec{v}_1 - \vec{u})$	$m(\vec{v}_2 - \vec{u})$	



2.2.2 动量守恒定律

4 动量守恒定理

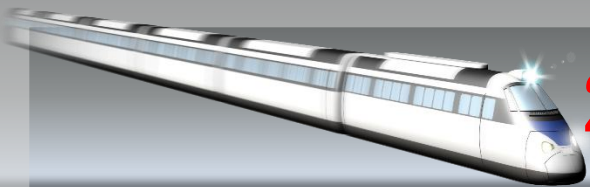
若系统所受的合外力

$$\sum_{i=1}^n \vec{F}_{i\text{外}} = 0$$

系统总动量守恒

$$\sum_{i=1}^n m\vec{v}_{i2} - \sum_{i=1}^n m\vec{v}_{i1} = 0 \Rightarrow \sum_{i=1}^n m\vec{v}_i = \text{常量}$$

一个孤立的力学系统（即无外力作用的系统）或合外力为零的系统，系统内各质点动量可以交换，但系统的总动量保持不变，这就是**动量守恒定律**。



2.2.2 动量守恒定律

应用动量守恒定律应当注意：

1. 守恒条件是 $\sum_{i=1}^n \vec{F}_{i\text{外}} = 0$

2. 若 $\sum_{i=1}^n \vec{F}_{i\text{外}} = 0$ 则系统无论沿那个方向的动量都守恒；

若 $\sum_{i=1}^n \vec{F}_{i\text{外}} \neq 0$ ，但某一方向的合外力零，则该方向上动量守恒，例

$$\text{若 } \sum_{i=1}^n F_{i\text{外}x} = 0, \text{ 则 } \sum_{i=1}^n m_i v_{ix} = \text{常数}$$

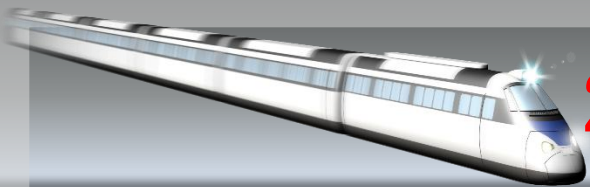
3. 必须把系统内各量统一到同一惯性系中；

4. 在爆炸与碰撞等问题中，作用时间极短，内力很大，外力（空气阻力与重力等）远小于内力，外力可忽略，动量近似守恒

应用动量定理和动量守恒定律解题一般步骤：

1. 正确分析出始、末态的动量，并向选定的坐标轴进行投影

2. 列出坐标分量方程



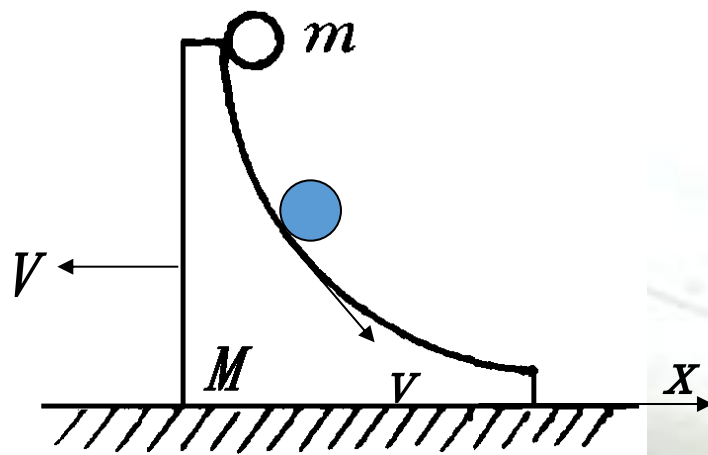
2.2.2 动量守恒定律

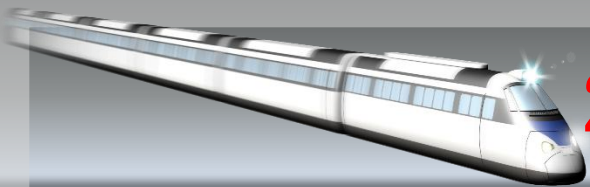
例 如图所示，一质量为 m 的球在质量为 M 的1/4圆弧形滑槽中从静止滑下。设圆弧形槽的半径为 R ，如所有摩擦都可忽略，求当小球 m 滑到槽底时， M 滑槽在水平上移动的距离

解 以 m 和 M 为研究系统，其在水平方向不受外力，故水平方向动量守恒。设在下滑过程中， m 相对于 M 的滑动速度为 v ， M 对地速度为 V ，并以水平向右为 x 轴正向，则在水平方向上有

$$m(v_x - V) - MV = 0$$

$$v_x = \frac{m + M}{m} V$$





2.2.2 动量守恒定律

设 m 在弧形槽上运动的时间为 t ，而 m 相对于 M 在水平方向移动距离为 R ，故有

$$R = \int_0^t v_x dt = \frac{M+m}{m} \int_0^t V dt$$

于是滑槽在水平面上移动的距离

$$S = \int_0^t V dt = \frac{m}{m+M} R$$

