

第4章 功和能

§4-1 功

§4-2 动能定理

§4-3 势能

§4-4 引力势能

§4-5 由势能求保守力

§4-6 功能原理和机械能守恒定律

§4-7 守恒定律的意义

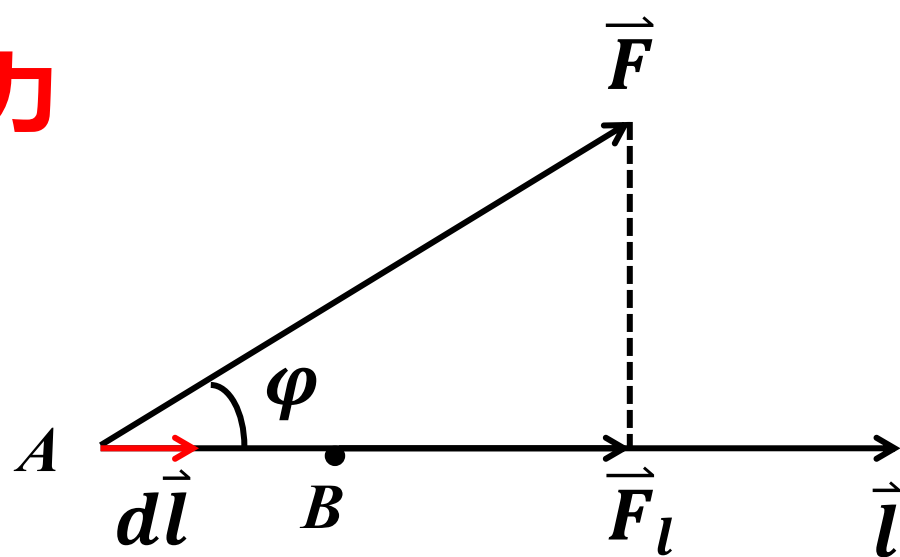
§4-8 碰撞

§4-10 流体的稳定流动***

§4-11 伯努利方程***

§4-5 由势能求保守力

- ✓ 保守力对路径的积分 \rightarrow 势能
- ✓ 势能函数对路径的导数 \rightarrow 保守力



$d\vec{l}$: 质点在保守力 \vec{F} 作用下沿着给定方向 \vec{l} ，从A到B的元位移。

$$dE_P = -A = -\vec{F} \cdot d\vec{l} = -F dl \cos \varphi$$

$$\because F \cos \varphi = F_l, \quad \therefore -dE_P = F_l dl$$

➡ $F_l = -\frac{dE_P}{dl}$

保守力沿某一给定的 \vec{l} 方向的分量，等于此保守力相应的势能函数沿 \vec{l} 方向的空间变化率的负值。

$$F_l = -\frac{dE_P}{dl}$$

三维直角坐标系中：

$$F_x = -\frac{\partial E_P}{\partial x} \quad F_y = -\frac{\partial E_P}{\partial y} \quad F_z = -\frac{\partial E_P}{\partial z}$$

➡
$$\vec{F} = F_x \vec{i} + F_y \vec{j} + F_z \vec{k} = - \underbrace{\left(\frac{\partial E_P}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial E_P}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial E_P}{\partial z} \vec{k} \right)}_{\text{势能梯度}}$$

直角坐标系中求保守力的最一般的公式

保守力等于相应的势能函数的梯度的负值。

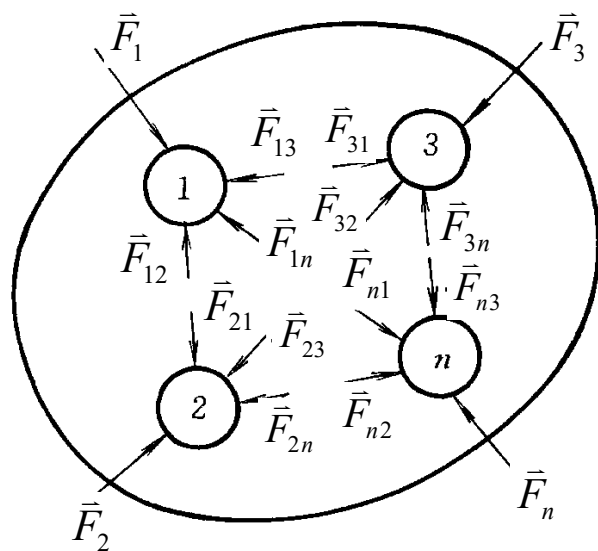
§4-6 功能原理和机械能守恒定律

1、质点系的动能定理

研究对象：质点系，n个质点组成；

受力：外力（系统以外的力）

内力（质点间的相互作用力）



$$A_1 = \frac{1}{2} m_1 v_{1B}^2 - \frac{1}{2} m_1 v_{1A}^2$$

$$A_2 = \frac{1}{2} m_2 v_{2B}^2 - \frac{1}{2} m_2 v_{2A}^2$$

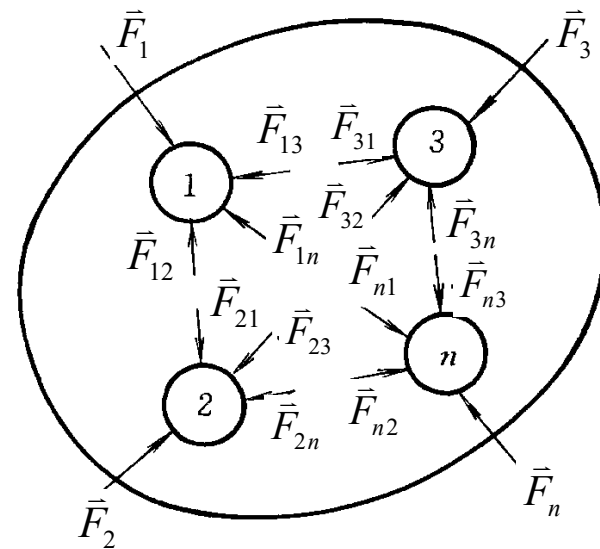
$$+ \dots \quad \dots \quad \dots$$

$$\sum A_i = \sum \frac{1}{2} m_i v_{iB}^2 - \sum \frac{1}{2} m_i v_{iA}^2$$

1、质点系的动能定理

$$\underbrace{\sum A_i}_{\substack{A \\ A_{\text{外}} \quad A_{\text{内}}}} = \underbrace{\sum \frac{1}{2} m_i v_{iB}^2}_{E_{kB} \text{ 系统终态总动能}} - \underbrace{\sum \frac{1}{2} m_i v_{iA}^2}_{E_{kA} \text{ 系统初态总动能}}$$

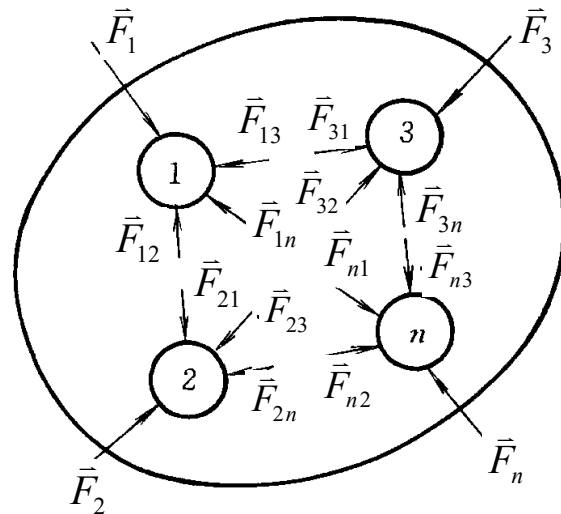
$$A_{\text{外}} + A_{\text{内}} = E_{kB} - E_{kA}$$



质点系的动能定理：外力和内力所功的代数和等于系统总动能的增量。

2、功能原理

质点系的动能定理： $A_{\text{外}} + A_{\text{内}} = E_{kB} - E_{kA}$



因为 $A_{\text{内}} = A_{\text{保内}} + A_{\text{非保内}}$

→ $A_{\text{外}} + A_{\text{保内}} + A_{\text{非保内}} = E_{kB} - E_{kA}$

因为 $A_{\text{保内}} = -(E_{PB} - E_{PA})$

→ $A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = (E_{kB} + E_{PB}) - (E_{kA} + E_{PA})$

系统终态
机械能 E_B

系统初态
机械能 E_A

系统的**动能与势能之和**称为系统的**机械能**，用 E 表示

$$A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = (E_{kB} + E_{PB}) - (E_{kA} + E_{PA})$$

系统终态
机械能 E_B

系统初态
机械能 E_A

于是有 $A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = E_B - E_A$

功能原理：质点系在运动过程中，它所受的**外力的功**和系统内**非保守内力的功的代数和**等于其机械能的增量。（**功-能关系**）

注意：

(1) **动能定理**是以**单个质点**为研究对象的，而**功能原理**则是以**质点系**为研究对象的。

(2) **动能定理**不涉及内力和势能的概念，而功能原理涉及。

3、机械能守恒定律

功能原理： $A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = E_B - E_A$

如果 $A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = 0$ 则有 $E_B = E_A$

或 $E_{kB} + E_{PB} = E_{kA} + E_{PA}$

机械能守恒定律：在外力和非保守内力都不做功 或 所作功的代数和为零的情况下，系统内质点的动能和势能可以互相转换，但它们的总和，即系统的机械能保持恒定。

功能原理： $A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = E_B - E_A$

如果 $\vec{F}_{\text{非保内}} = 0$ ，则为**保守系统**， $A_{\text{非保内}} = 0$ ， $A_{\text{外}} = E_B - E_A$

如果 $\vec{F}_{\text{外}} = 0$ ，则为**封闭系统**， $A_{\text{外}} = 0$ $A_{\text{非保内}} = E_B - E_A$

如果 $\vec{F}_{\text{非保内}} = \vec{F}_{\text{外}} = 0$ ，则为**封闭的保守系统**， $A_{\text{非保内}} = A_{\text{外}} = 0$

机械能守恒的特例条件 $E_A = E_B$

讨论：

1. 条件：

$$A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = 0 \left\{ \begin{array}{l} \text{i) } A_{\text{外}} = 0, A_{\text{非保内}} = 0 \\ \text{ii) } F_{\text{外}} = 0, F_{\text{非保内}} = 0 \\ \text{iii) } A_{\text{外}} \neq 0, A_{\text{非保内}} \neq 0 \\ \quad \text{但 } A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = 0 \end{array} \right.$$

封闭保守系统

2. 结论：

$$E_B = E_A \left\{ \begin{array}{l} \text{i) } E_{kB} = E_{kA}, E_{pB} = E_{pA} \\ \text{ii) } E_{kB} \neq E_{kA}, E_{pB} \neq E_{pA} \\ \quad \text{但 } E_{kB} + E_{pB} = E_{kA} + E_{pA} \end{array} \right.$$

注意： 如果 $A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = 0$ 则有 $E_B = E_A$

- (1) 机械能守恒定律总是对于一个确定的系统和一个确定的过程而言的。
- (2) 所谓机械能守恒，是指系统在某一确定的过程中，动能和势能的总和一直保持不变，而不能仅理解为过程的始、末两状态机械能相等。
- (3) 一个系统在只有保守内力做功的情况下机械能是守恒的，这表明保守内力不会使系统的机械能传递到系统以外去，也不会使系统的机械能转化为其他形式的能量，而却可以使系统自身的动能和势能之间相互转化。

如果 $A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = 0$ 则有 $E_B = E_A$

(4) 封闭系统内有非保守力作功时，机械能不守恒，能量的形式可能变化，也可能在物体之间转移。但是，**能量不会消失，也不会产生，只能从一种形态转换为另一形态**。这就是普遍的**能量守恒定律**。

任何一种“永动机”都是不存在的。

能量守恒定律是物理学中具有最大普遍性的定律之一，也是整个自然界都遵从的普遍规律，机械能守恒定律只是它在力学范围内的一个特例。

解题步骤：

- 1、确定研究对象
 - 动能定理——物体
 - 功能原理
 - 机械能守恒定律

系统
- 2、分析受力
 - 外力
 - 保守内力
 - 非保守内力
- 3、选用定理，列方程
- 4、求解，必要时进行结果讨论

例1 求使物体脱离地球引力作用的最小速度。

(第二宇宙速度，地球的逃逸速度)

解 根据机械能守恒定律有

$$\frac{1}{2}mv_2^2 - G\frac{mm_e}{R} = 0$$
$$v_2 = \sqrt{\frac{2Gm_e}{R}} = \sqrt{2gR} = 11.2 \times 10^3 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$$

由逃逸速度公式联想？

星球质量足够大以致算得的逃逸速度正好等于真空中的光速 c ，那么一切物体都不能摆脱其引力束缚而逃逸，甚至光子也不能例外，我们看不到它。
“黑洞”

附：“黑洞”的牛顿力学浅释

某恒星质量为 M 半径为 R 。

欲摆脱该恒星的引力，质点 m 的逃逸速度 v 应满足

$$\frac{1}{2} m v^2 = \frac{GMm}{R} \quad \text{得} \quad v^2 = \frac{2GM}{R}$$

若此恒星的密度很大，以至于

$$R < \frac{2GM}{c^2} \quad c \text{ 为光速}$$

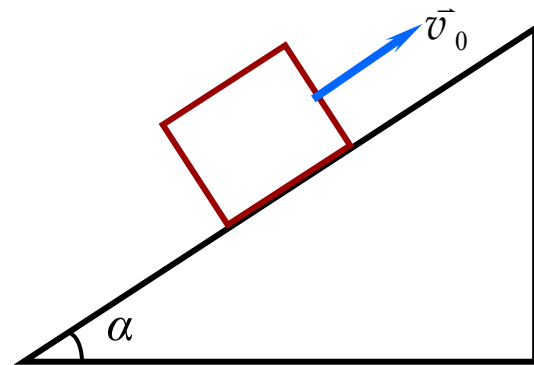
则逃逸速度
 $v > c$

这意味着连光也逃不脱如此高密度的天体的引力，成为“黑洞”

例3 一物体以初速 $v_0=6.0 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$ 沿倾角为 $\alpha=30^\circ$ 的斜面向上运动（如图），物体沿斜面运行了 $s=2.0\text{m}$ 后停止。若忽略空气阻力，试求：

(1) 斜面与物体之间的摩擦系数 μ ；

(2) 物体下滑到出发点的速率 v 。

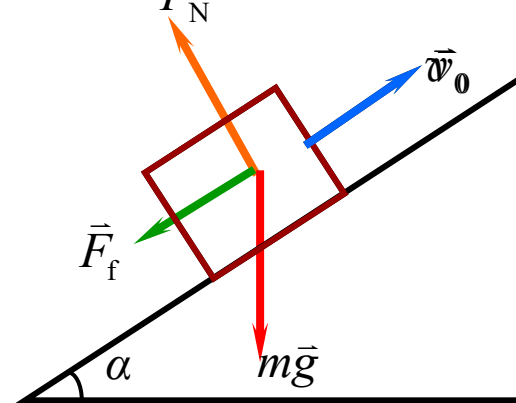


解 (1) 物体沿斜面上升过程中，
根据功能原理得

$$\int_P^Q \vec{F}_f \cdot d\vec{l} = mgs \sin \alpha - \frac{1}{2}mv_0^2$$

而摩擦力的大小为

$$F_f = \mu F_N = \mu mg \cos \alpha$$



所以
$$\int_P^Q \vec{F}_f \cdot d\vec{l} = \int_P^Q -\mu mg \cos \alpha dl = -\mu mgs \cos \alpha$$

即有
$$-\mu mgs \cos \alpha = mg s \sin \alpha - \frac{1}{2} m v_0^2$$

解得
$$\mu = \frac{\frac{1}{2} v_0^2 - g s \sin \alpha}{g s \cos \alpha} = \frac{\frac{1}{2} \times 6.0^2 - 9.8 \times 2.0 \times \frac{1}{2}}{9.8 \times 2.0 \times \frac{\sqrt{3}}{2}} = 0.48$$

(2) 物体下滑到出发点过程中，根据功能原理得：

$$\int_Q^C \vec{F}_f \cdot d\vec{l} = \frac{1}{2}mv^2 - mgs \sin \alpha$$

即有
$$-\mu mg s \cos \alpha = \frac{1}{2}mv^2 - mg s \sin \alpha$$

解得
$$v = \sqrt{2(g s \sin \alpha - \mu g s \cos \alpha)}$$
$$= \sqrt{2 \times (9.8 \times 2.0 \times \frac{1}{2} - 0.48 \times 2.0 \times \frac{\sqrt{3}}{2})} \text{m} \cdot \text{s}^{-1} = 1.8 \text{m} \cdot \text{s}^{-1}$$

4、用于质心参考系的功能原理***

简单起见，假定是保守系统（ $A_{\text{非保内}} = 0$ ）， n 个质点组成的质点系

\vec{F}_i ：第 i 个质点所受的外力；

\vec{f}_{ij} ：第 i 个质点所受的来自第 j 个质点的内力；

由质点 i 的动能定理：
$$\int_A^B \vec{F}_i d\vec{r}_i + \sum_{j \neq i} \int_A^B \vec{f}_{ij} d\vec{r}_i = \frac{1}{2} m_i v_{iB}^2 - \frac{1}{2} m_i v_{iA}^2$$

质点系：对 n 个质点叠加：

$$\sum_i \int_A^B \vec{F}_i d\vec{r}_i + \sum_i \sum_{j \neq i} \int_A^B \vec{f}_{ij} d\vec{r}_i = \sum_i \frac{1}{2} m_i v_{iB}^2 - \sum_i \frac{1}{2} m_i v_{iA}^2$$

$$\sum_i \int_A^B \vec{F}_i d\vec{r}_i + \sum_i \sum_{j \neq i} \int_A^B \vec{f}_{ij} d\vec{r}_i = \sum_i \frac{1}{2} m_i v_{iB}^2 - \sum_i \frac{1}{2} m_i v_{iA}^2$$

\vec{r}_C 、 \vec{v}_C ：质心的位矢、速度；

\vec{r}'_i 、 \vec{v}'_i ：第*i*个质点相对于质心参考系的位矢、速度；

则有： $\vec{r}_i = \vec{r}'_i + \vec{r}_C$ $\vec{v}_i = \vec{v}'_i + \vec{v}_C$

$$\begin{aligned} & \sum_i \int_A^B \vec{F}_i d\vec{r}_C + \sum_i \int_A^B \vec{F}_i d\vec{r}'_i + \sum_i \sum_{j \neq i} \int_A^B \vec{f}_{ij} d\vec{r}_C + \sum_i \sum_{j \neq i} \int_A^B \vec{f}_{ij} d\vec{r}'_i \\ &= \sum_i \frac{1}{2} m_i (\vec{v}'_{iB} + \vec{v}_{CB})^2 - \sum_i \frac{1}{2} m_i (\vec{v}'_{iA} + \vec{v}_{CA})^2 \\ &= \int_A^B \left(\sum_i \vec{F}_i \right) d\vec{r}_C + \sum_i \int_A^B \vec{F}_i d\vec{r}'_i + \int_A^B \left(\sum_i \sum_{j \neq i} \vec{f}_{ij} \right) d\vec{r}_C + \sum_i \sum_{j \neq i} \int_A^B \vec{f}_{ij} d\vec{r}'_i \\ &= \sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}'_{iB}^2 + \sum_i m_i \vec{v}'_{iB} \vec{v}_{CB} + \sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}_{CB}^2 - \sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}'_{iA}^2 - \sum_i m_i \vec{v}'_{iA} \vec{v}_{CA} - \sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}_{CA}^2 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& \int_A^B \left(\sum \vec{F}_i \right) d\vec{r}_C + \sum_i \int_A^B \vec{F}_i d\vec{r}'_i + \int_A^B \left(\sum_i \sum_{j \neq i} \vec{f}_{ij} \right) d\vec{r}_C + \sum_i \sum_{j \neq i} \int_A^B \vec{f}_{ij} d\vec{r}'_i \\
&= \sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}'_{iB}{}^2 + \underbrace{\sum_i m_i \vec{v}'_{iB} \vec{v}_{CB}}_{=0} + \underbrace{\sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}_{CB}^2}_{=\frac{1}{2} m \vec{v}_{CB}^2} - \sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}'_{iA}{}^2 - \underbrace{\sum_i m_i \vec{v}'_{iA} \vec{v}_{CA}}_{=0} - \underbrace{\sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}_{CA}^2}_{=\frac{1}{2} m \vec{v}_{CA}^2}
\end{aligned}$$

左第1项：
$$\int_A^B \left(\sum \vec{F}_i \right) d\vec{r}_C = \int_A^B m \frac{d\vec{v}_C}{dt} d\vec{r}_C = \int_A^B m \vec{v}_C d\vec{v}_C = \frac{1}{2} m \vec{v}_{CB}^2 - \frac{1}{2} m \vec{v}_{CA}^2$$

左第4项：保守力做功=势能增量的负值，可得：
$$\sum_i \sum_{j \neq i} \int_A^B \vec{f}_{ij} d\vec{r}'_i = E_{PA} - E_{PB}$$

左第2项：相对于质心参考系，外力所做的功 $A'_{\text{外}}$

$$\cancel{\frac{1}{2} m \vec{v}_{CB}^2} - \cancel{\frac{1}{2} m \vec{v}_{CA}^2} + A'_{\text{外}} + E_{PA} - E_{PB} = \sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}'_{iB}{}^2 + \cancel{\frac{1}{2} m \vec{v}_{CB}^2} - \sum_i \frac{1}{2} m_i \vec{v}'_{iA}{}^2 - \cancel{\frac{1}{2} m \vec{v}_{CA}^2}$$

$$\cancel{\frac{1}{2}m\vec{v}_{CB}^2} - \cancel{\frac{1}{2}m\vec{v}_{CA}^2} + A'_{\text{外}} + E_{PA} - E_{PB} = \sum_i \frac{1}{2}m_i\vec{v}'_{iB}{}^2 + \cancel{\frac{1}{2}m\vec{v}_{CB}^2} - \sum_i \frac{1}{2}m_i\vec{v}'_{iA}{}^2 - \cancel{\frac{1}{2}m\vec{v}_{CA}^2}$$

$$\Rightarrow A'_{\text{外}} = \sum_i \frac{1}{2}m_i\vec{v}'_{iB}{}^2 - \sum_i \frac{1}{2}m_i\vec{v}'_{iA}{}^2 - E_{PA} + E_{PB}$$

$$\Rightarrow A'_{\text{外}} = (E'_{kB} + E_{PB}) - (E'_{kA} + E_{PA})$$

系统的内动能和各质点间势能的总和称为系统的**内能**。

相对质心参考系，外力对系统所做的功等于系统内能的增量。

守恒定律的意义*

守恒定律与对称性有关

- ✓ 动量守恒——空间平移对称性
- ✓ 角动量守恒——空间转动对称性
- ✓ 能量守恒——时间平移对称性

赫尔曼·外尔 (1885-1955年),
德国数学家、物理学家。



对称性：不变性，如果我们对一件东西进行操作，使得操作后这件东西仍旧和以前一样，我们就叫这件东西是对称的。

<https://haokan.baidu.com/v?pd=wisenatural&vid=6508035551098119530>

第4章 功和能

§4-1 功

§4-2 动能定理

§4-3 势能

§4-4 引力势能

§4-5 由势能求保守力

§4-6 功能原理和机械能守恒定律

§4-7 守恒定律的意义***

§4-8 碰撞

§4-10 流体的稳定流动***

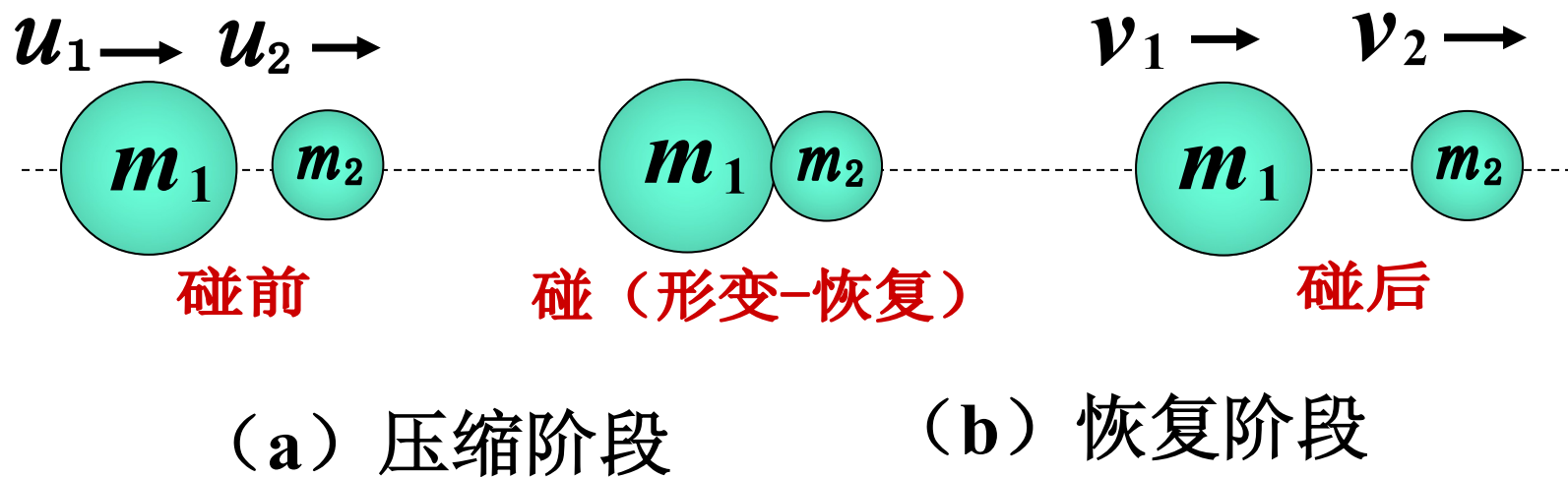
§4-11 伯努利方程***

§4-8 碰撞

1. 定义

当两个或两个以上的物体互相接近时, 在极短的时间内, 它们之间的相互作用达到相当大的数值, 致使它们的运动状况突然发生显著变化, 这种现象称为**碰撞**。

2. 物理模型



3. 碰撞现象的分类

(1) 按照碰撞后的恢复情况：

完全弹性碰撞

形变后能完全恢复并弹开。

碰撞过程无动能损失（动量守恒+动能守恒）

完全非弹性碰撞

形变后完全无恢复，不能弹开。（撞后速度相等）

碰撞后有动能损失（仅动量守恒）

非完全弹性碰撞

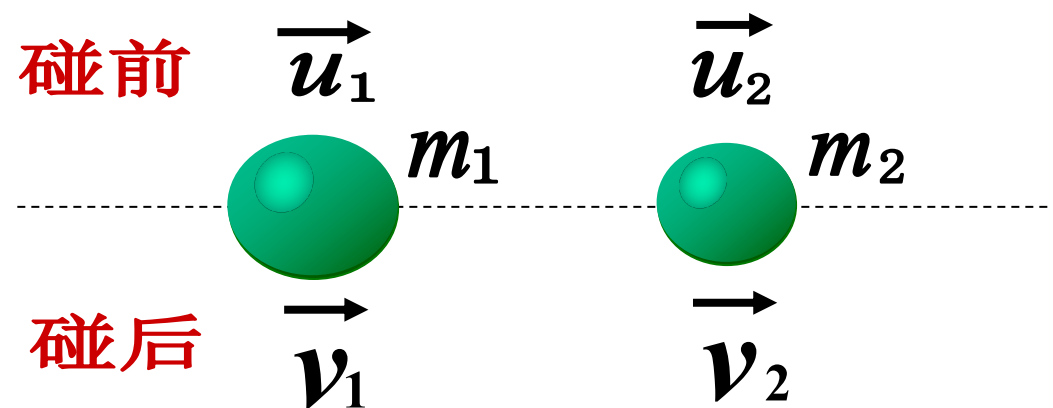
形变后不能完全恢复，但能弹开。

碰撞后有部分动能损失（仅动量守恒）

(2) 碰撞后物体速度方向：正碰和斜碰

碰撞前后的速度都处于两球的连心线上的碰撞称为正碰。

1、完全弹性碰撞



根据动量守恒定律得

$$m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2 = m_1 \vec{u}_1 + m_2 \vec{u}_2 \quad (1)$$

根据能量守恒定律得

$$\frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_1 u_1^2 + \frac{1}{2} m_2 u_2^2 \quad (2)$$

若碰撞为**正碰**,则有 $m_1 v_1 + m_2 v_2 = m_1 u_1 + m_2 u_2$ (3)

$$\frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_1 u_1^2 + \frac{1}{2} m_2 u_2^2 \quad (2)$$

$$(2)\text{式可变为: } m_1(v_1^2 - u_1^2) = m_2(u_2^2 - v_2^2) \quad (2')$$

$$(3)\text{式可变为: } m_1(v_1 - u_1) = m_2(u_2 - v_2) \quad (3')$$

$$(2')\text{式除以}(3')\text{得 } v_1 + u_1 = u_2 + v_2 \quad (4)$$

$$\text{由}(3)、(4)\text{解得 } v_1 = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) u_1 + \left(\frac{2m_2}{m_1 + m_2} \right) u_2 \quad (5)$$

$$v_2 = \left(\frac{2m_1}{m_1 + m_2} \right) u_1 + \left(\frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2} \right) u_2 \quad (6)$$

$$v_1 = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) u_1 + \left(\frac{2m_2}{m_1 + m_2} \right) u_2 \quad (5)$$

$$v_2 = \left(\frac{2m_1}{m_1 + m_2} \right) u_1 + \left(\frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2} \right) u_2 \quad (6)$$

讨论：

(1) 两球质量相同 , 即 $m_1 = m_2$

则： $v_1 = u_2$, $v_2 = u_1$

两质量相同的物体作完全弹性对心碰撞时，碰后彼此交换速度

(2) 若 m_2 静止 , 即 $u_2 = 0$

$$\text{则： } v_1 = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) u_1 \quad v_2 = \left(\frac{2m_1}{m_1 + m_2} \right) u_1$$

(2) 若 m_2 静止, 即 $u_2 = 0$ 则: $v_1 = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) u_1$ $v_2 = \left(\frac{2m_1}{m_1 + m_2} \right) u_1$

(a) $m_1 \ll m_2$

$$v_1 \approx \frac{-m_2}{m_2} u_1 = -u_1 \quad v_2 \approx \frac{2m_1}{m_2} u_1 \approx 0$$

在此种情况下, 碰撞后 m_1 以原速返回

(b) $m_1 = m_2$

$$v_1 = 0 \quad v_2 = u_1$$

碰后, 两物体相互交换速度

(c) $m_1 \gg m_2$

$$v_1 \approx \frac{m_1}{m_1} u_1 = u_1 \quad v_2 \approx \frac{2m_1}{m_1} u_1 = 2u_1$$

此时, 碰撞后 m_1 的速度几乎不变, m_2 以 m_1 的2倍速度远离。

2、完全非弹性碰撞：两个物体碰撞之后结合为一体

对孤立系统（封闭系统）不考虑外力，**动量守恒**。碰撞只形变不恢复，已远超弹性限度，含非保守力做功，机械能不守恒，**动能有损失**。

以正碰为例，根据**动量守恒定律**得： $m_1 u_1 + m_2 u_2 = (m_1 + m_2)v$



$$v = \frac{m_1 u_1 + m_2 u_2}{m_1 + m_2}$$

✓ **碰撞前后能量变化：**

$$\begin{aligned} \Delta E_k &= E_k - E_{k0} = \frac{1}{2} (m_1 + m_2) v^2 - \left(\frac{1}{2} m_1 u_1^2 + \frac{1}{2} m_2 u_2^2 \right) \\ &= -\frac{m_1 m_2 (u_1 - u_2)^2}{2(m_1 + m_2)} < 0 \quad (\text{动能损失}) \end{aligned}$$

完全非弹性正碰:

$$v = \frac{m_1 u_1 + m_2 u_2}{m_1 + m_2}$$

讨论 : 1、同向运动 ($u_1 > u_2$)

碰后 , 两球的运动方向与原方向相同 , 且 $u_2 < v < u_1$

2、相向运动 , 动量不同

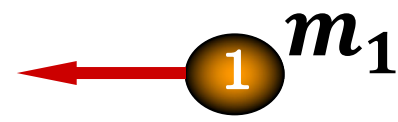
碰后 , 两球将以动量大的方向运动

3、相向运动 , 动量相同

碰后 , 两球静止

例1、快速粒子1与静止粒子2发生弹性正碰：

已知初态：

(1) 欲使碰撞后 $\vec{v}_1 = -\vec{u}_1/2$ ，求 $m_2 = ?$ 

(2) 欲使碰撞后 $\vec{v}_1 = \vec{u}_1/2$ ，求 $m_2 = ?$ 

解：由弹性正碰速度公式：
$$v_1 = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) u_1 + \left(\frac{2m_2}{m_1 + m_2} \right) u_2$$

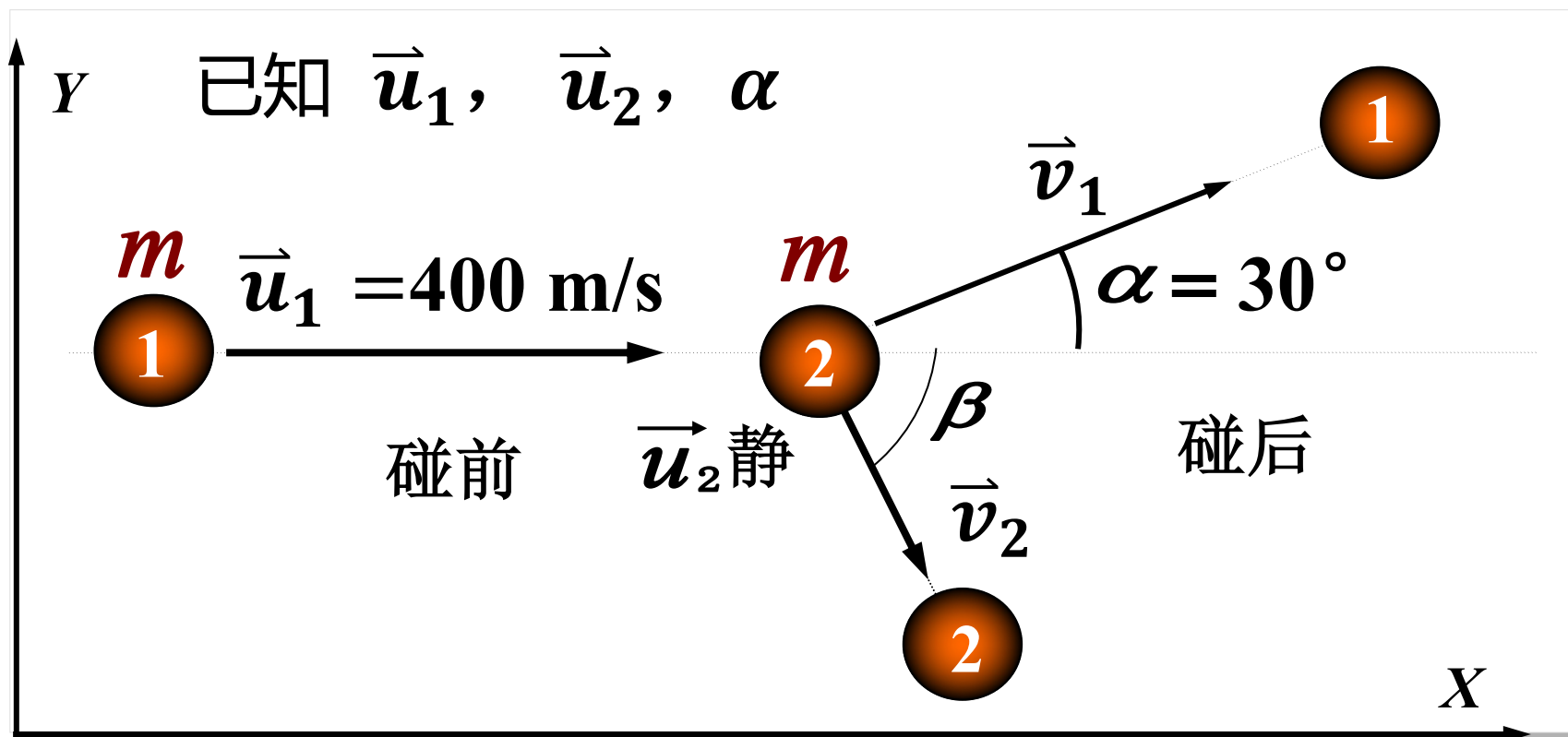
(1) 代入 $u_2 = 0$, $v_1 = -u_1/2$:
$$-\frac{u_1}{2} = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) u_1$$

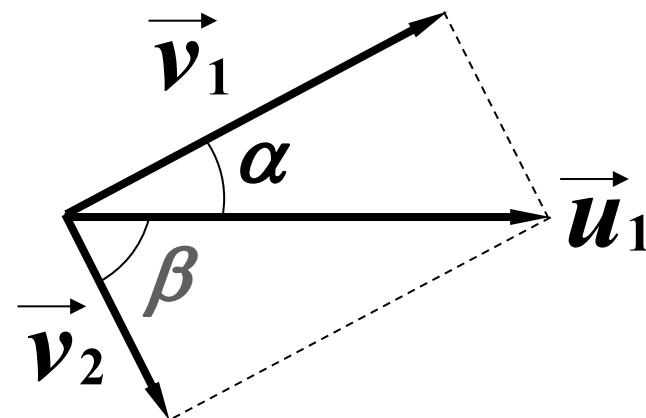
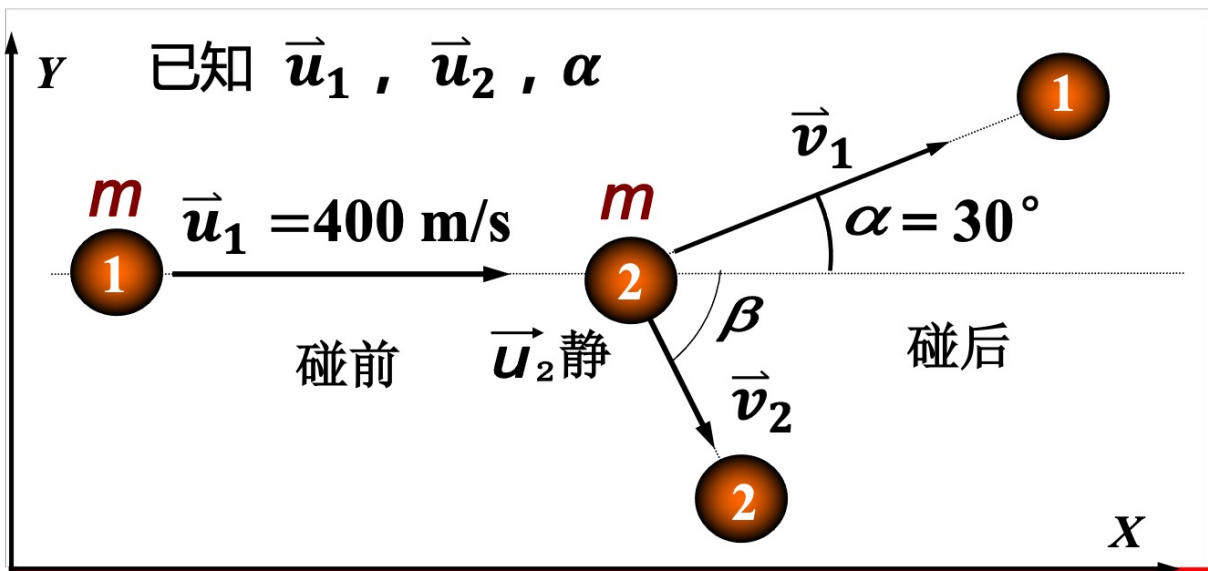
解得： $m_2 = 3m_1$

(2) 代入 $u_2 = 0$, $v_1 = u_1/2$:
$$\frac{u_1}{2} = \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right) u_1$$

解得： $m_2 = m_1/3$

例2、1和2为同类粒子， m 相同，在以水平面 X - Y 上发生弹性碰撞，粒子系统在水平的各个方向上无外力作用，碰撞过程如下图所示：已知 \vec{u}_1 ， \vec{u}_2 ， α ，求： $|\vec{v}_1|$ ， $|\vec{v}_2|$ ， β





判知
三矢量构成
直角三角形

解：由弹性碰撞动量守恒： $m\vec{u}_1 = m\vec{v}_1 + m\vec{v}_2 \Rightarrow \vec{u}_1 = \vec{v}_1 + \vec{v}_2$

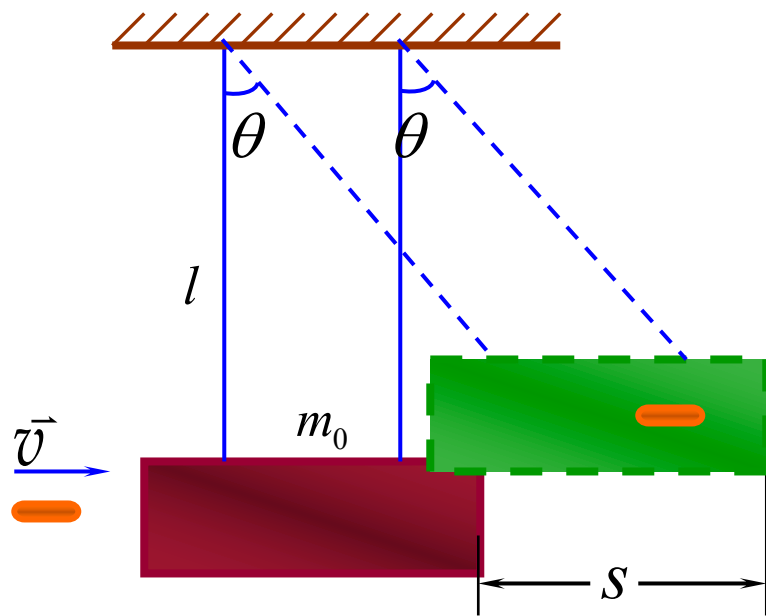
由弹性碰撞动能守恒： $\frac{1}{2}mu_1^2 = \frac{1}{2}mv_1^2 + \frac{1}{2}mv_2^2 \Rightarrow u_1^2 = v_1^2 + v_2^2$

得： $\alpha + \beta = \pi/2 \Rightarrow \beta = \pi/2 - \alpha = 60^\circ$

$|\vec{v}_1| = |\vec{u}_1| \cos \alpha = 400 \times \sqrt{3}/2 = 346 \text{ m/s}$

$|\vec{v}_2| = |\vec{u}_1| \cos \beta = 400 \times 2/2 = 200 \text{ m/s}$

例3、如图所示的装置称为冲击摆，可用它来测定子弹的速度。质量为 m_0 的木块被悬挂在长度为 l 的细绳下端，一质量为 m 的子弹沿水平方向以速度 v 射中木块，并停留在其中。木块受到冲击而向斜上方摆动，当到达最高位置时，木块的水平位移为 s 。试确定子弹的速度。



解：射击过程（完全非弹性正碰）动量守恒：

$$mv = (m + m_0)u$$

上摆过程：机械能守恒 (系统：单摆、子弹、地球)：

$$\frac{1}{2}(m + m_0)u^2 = (m + m_0)gh$$

由图知 $h = l - \sqrt{l^2 - s^2}$

解以上三方程的联立方程组得

$$v = \frac{m + m_0}{m} \sqrt{2g \left(l - \sqrt{l^2 - s^2} \right)}$$

