

University Physics: The Law of Conservation of Motion

Date: March 12, 2025

Wuhan University

Lai Wei

目录

1	质点和质点系的动量定理	1
1.1	冲量、质点的动量定理	1
1.1.1	动量	1
1.1.2	冲量	1
1.1.3	动量定理	2
1.2	质点系的动量定理	2
2	动量守恒定律、动能定理	2
2.1	动量守恒定律	2
2.2	功	3
2.2.1	恒力作用下的功	3
2.2.2	变力作用下的功	3
2.3	功率	4
2.4	动能定理	4
2.4.1	质点的动能定理	4
2.4.2	质点系的动能定理	5
3	保守力、势能、成对力的功	6
3.1	保守力	6
3.1.1	万有引力	6
3.1.2	弹性力做功	6
3.1.3	保守力与非保守力的定义	6
3.2	势能	7
3.2.1	定义	7
3.2.2	保守力做功	7
3.2.3	保守力做功势能的计算	7
3.2.4	势能曲线	7
3.2.5	由势能求表达式	8
3.3	成对的力的功	8

守恒量：对于物体系统内发生的各种过程，如果某物理量始终保持不变，该物理量就叫做守恒量。

守恒定律：由宏观现象总结出来的最深刻、最简洁的自然规律。（动量守恒定律、机械能守恒定律、能量守恒定律和角动量守恒定律等）

1 质点和质点系的动量定理

力的累积效应：

1. $\vec{F}(t)$ 对 t 累计 $\rightarrow \vec{I}, \Delta \vec{p}$
2. \vec{F} 对 \vec{r} 累计 $\rightarrow W, \Delta E$

1.1 冲量、质点的动量定理

1.1.1 动量

定义动量

$$\vec{p} = m \vec{v} \quad (1.1)$$

故

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} \quad (1.2)$$

即

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

两边同时积分：

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

1.1.2 冲量

定义冲量

$$\vec{I} = \int_{t_1}^{t_2} \vec{F} dt \quad (1.3)$$

1.1.3 动量定理

在给定的时间间隔内，外力作用在质点上的冲量等于质点在此时间内动量的增量
微分形式：

$$\vec{F} dt = d\vec{p} = d(m\vec{v}) \quad (1.4)$$

积分形式：

$$\int_{t_1}^{t_2} \vec{F} dt = m\vec{v}_2 - m\vec{v}_1 \quad (1.5)$$

分量形式：

$$\begin{cases} I_x = \int_{t_1}^{t_2} F_x dt = mv_{2x} - mv_{1x} \\ I_y = \int_{t_1}^{t_2} F_y dt = mv_{2y} - mv_{1y} \\ I_z = \int_{t_1}^{t_2} F_z dt = mv_{2z} - mv_{1z} \end{cases} \quad (1.6)$$

可知，某方向受到冲量，该方向上的动量就增加。

1.2 质点系的动量定理

作用于系统的合外力的冲量等于系统动量的增量。

$$\int_{t_1}^{t_2} \vec{F}^{\text{ex}} dt = \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_i - \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_{i0} = \vec{p} - \vec{p}_0 \quad (1.7)$$

或

$$\vec{I} = \vec{p} - \vec{p}_0$$

1. 若 \vec{F} 为恒力，则 $\vec{I} = \vec{F} \Delta t$
2. 若 \vec{F} 为变力，则 $\vec{I} = \int_{t_1}^{t_2} \vec{F} dt = \overline{\vec{F}} (t_2 - t_1)$

动量定理常应用于碰撞问题。

$$\overline{\vec{F}} = \frac{\int_{t_1}^{t_2} \vec{F} dt}{t_2 - t_1} = \frac{m\vec{v}_2 - m\vec{v}_1}{t_2 - t_1}$$

2 动量守恒定律、动能定理

2.1 动量守恒定律

由质点系动量定理：

$$\vec{I} = \int_{t_0}^t \sum_i \vec{F}_i^{\text{ex}} dt = \sum_i \vec{p}_i - \sum_i \vec{p}_{i0}$$

若质点系所受的合外力 $\vec{F}^{\text{ex}} = \vec{F}_i^{\text{ex}} = 0$

则系统的总动量不变。——动量守恒定律

1. 系统的总动量不变，但系统内任意物体的动量是可以变的；

2. 守恒条件：合外力为零。

$$\vec{F}^{\text{ex}} = \sum_i \vec{F}_i^{\text{ex}} = 0$$

当 $\vec{F}^{\text{ex}} \ll \vec{F}^{\text{in}}$ ，可近似地认为系统总动量守恒。

3. 若 $\vec{F}^{\text{ex}} = \sum_i \vec{F}_i^{\text{ex}} \neq 0$ ，但满足 $F_x^{\text{ex}} = 0$ ，则有 $p_x = \sum_i m_i v_{ix} = C_x$ 即

$$\begin{cases} F_x^{\text{ex}} = 0, & p_x = \sum_i m_i v_{ix} = C_x \\ F_y^{\text{ex}} = 0, & p_y = \sum_i m_i v_{iy} = C_y \\ F_z^{\text{ex}} = 0, & p_z = \sum_i m_i v_{iz} = C_z \end{cases} \quad (2.1)$$

4. 动量守恒定律是物理学最普遍、最基本的定律之一。

2.2 功

物体在力 \vec{F} 的作用下移动 $\Delta \vec{r} \rightarrow$ 做功 W

2.2.1 恒力作用下的功

$$\begin{aligned} W &= F \cos \alpha \cdot |\Delta \vec{r}| \\ &= \vec{F} \cdot \Delta \vec{r} \end{aligned} \quad (2.2)$$

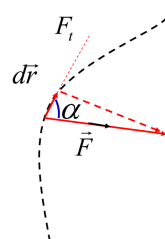
2.2.2 变力作用下的功

元位移 $d\vec{r}$ 、元路程 ds

则元功 $dW = \vec{F} \cdot d\vec{r} = F \cos \alpha ds$

积分：

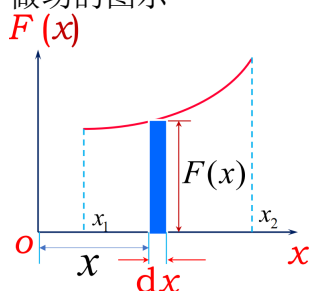
$$W = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_A^B F \cos \alpha ds \quad (2.3)$$



1. 功的正负

$$\begin{cases} 0^\circ < \alpha < 90^\circ, & dW > 0 \\ 90^\circ < \alpha < 180^\circ, & dW < 0 \\ \alpha = 90^\circ, \text{ 即 } \vec{F} \perp d\vec{r}, & dW = 0 \end{cases}$$

2. 做功的图示



3. 功是一个过程量，与路径有关。

4. 合力的功，等于各分力的功的代数和

$$\begin{aligned}\vec{F} &= F_x \vec{i} + F_y \vec{j} + F_z \vec{k} \\ d\vec{r} &= dx \vec{i} + dy \vec{j} + dz \vec{k}\end{aligned}$$

则

$$W = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_A^B (F_x dx + F_y dy + F_z dz)$$

又有 $W_x = \int_{x_1}^{x_B} F_x dx$ 、 $W_y = \int_{y_1}^{y_B} F_y dy$ 、 $W_z = \int_{z_1}^{z_B} F_z dz$ 。
于是

$$W = W_x + W_y + W_z$$

2.3 功率

平均功率 $\bar{P} = \frac{\Delta W}{\Delta t}$

瞬时功率

$$P = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta W}{\Delta t} = \frac{dW}{dt} = \vec{F} \cdot \vec{v} \quad (2.4)$$

即

$$P = Fv \cos \alpha \quad (2.5)$$

2.4 动能定理

2.4.1 质点的动能定理

$$\begin{aligned}
 W &= \int \vec{F} \cdot d\vec{r} \\
 &= \int F_t |d\vec{r}| = \int F_t ds
 \end{aligned}$$

而

$$F_t = m \frac{dv}{dt}$$

于是

$$\begin{aligned}
 W &= \int_{v_1}^{v_2} mv dv \\
 &= \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2
 \end{aligned}$$

即

$$W = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = E_{k2} - E_{k1} \quad (2.6)$$

合外力对质点所作的功，等于质点动能的增量。——质点的动能定理

1. 功是过程量，动能是状态量；
2. 功和动能依赖于惯性系的选取，但对不同惯性系动能定理形式相同。

2.4.2 质点系的动能定理

质点系：由有限个或无限个质点组成的系统。（可以是固体也可以是液体，它概括了力学中最普遍的研究对象）

内力和外力：质点系以外的物体作用于质点系内各质点的力称为外力，质点系内各质点之间的相互作用力称为内力，外力和内力的区分完全决定于质点系（研究对象）的选取。

质点系内力的功：一切内力矢量和恒等于零。但一般情形下，所有内力做功的总和并不为零。例如，两个彼此相互吸引的物体，移动一段位移，都作正功。

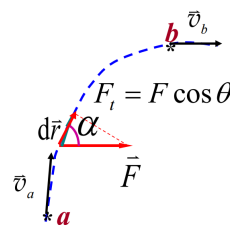
质点系的动能定理

由质点动能定理 $W = E_{k2} - E_{k1} = \Delta E_k$

得

$$W_e + W_i = \sum_i \left(\frac{1}{2}m_i v_{i2}^2 - \frac{1}{2}m_i v_{i1}^2 \right) = E_{k2} - E_{k1} = \Delta E_k \quad (2.7)$$

意义：合外力所做的功等于系统动能的增量。



3 保守力、势能、成对力的功

3.1 保守力

3.1.1 万有引力

m_E 对 m 的万有引力为

$$\vec{F} = -G \frac{m_E m}{r^2} \vec{e}_r$$

m 移动 $d\vec{r}$ 时, \vec{F} 做元功为

$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{r} = -G \frac{m_E m}{r^2} \vec{e}_r \cdot d\vec{r}$$

m 从 A 到 B 时, \vec{F} 做功为

$$W = \int \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_A^B -G \frac{m_E m}{r^2} \vec{e}_r \cdot d\vec{r}$$

其中, $\vec{e}_r \cdot d\vec{r} = |\vec{e}_r| \cdot |d\vec{r}| \cos \alpha = dr$

即

$$W = \int_{r_A}^{r_B} \left(-G \frac{m_E m}{r^2} \right) dr$$

于是

$$W = G m_E m \left(\frac{1}{r_B} - \frac{1}{r_A} \right) \quad (3.1)$$

做功特点: 做功大小只与物体的始末位置有关, 与路径无关。

3.1.2 弹性力做功

弹性力 $\vec{F} = -kx \vec{i}$, 则元功

$$dW = -kx dx$$

于是

$$W = \int_{x_a}^{x_b} F dx = \int_{x_a}^{x_b} -kx dx = - \left(\frac{1}{2} kx_b^2 - \frac{1}{2} kx_a^2 \right) \quad (3.2)$$

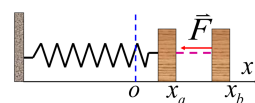
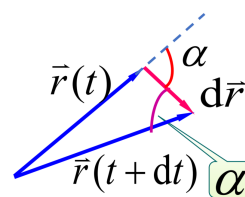
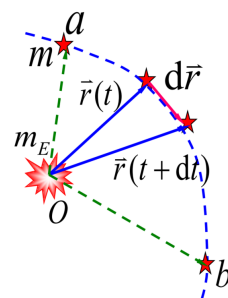
做功特点: 做功大小只与物体的始末位置有关, 与路径无关。

3.1.3 保守力与非保守力的定义

保守力: 做功与路径无关, 仅决定于始、末位置的力。

质点沿任意闭合路径运动一周时, 保守力对它做功为零。

非保守力: 所作的功与路径有关的力。(如摩擦力)



3.2 势能

3.2.1 定义

因相对位置而具有的做功本领称为势能或位能（因有速度而具有的做功本领称为动能）。势能与质点的位置有关。

如引力势能

$$E_p = -G \frac{m_E m}{r}$$

如弹性势能

$$E_p = \frac{1}{2} k x^2$$

3.2.2 保守力做功

保守力做的功等于势能的减少，即

$$W = -(E_{p2} - E_{p1}) = -\Delta E_p \quad (3.3)$$

3.2.3 保守力做功势能的计算

令 $E_{p0} = 0$ ，则

$$E_p(x, y, z) = \int_{(x,y,z)}^{E_{p0}=0} \vec{F} \cdot d\vec{r} \quad (3.4)$$

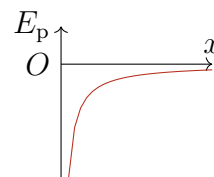
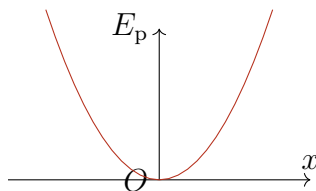
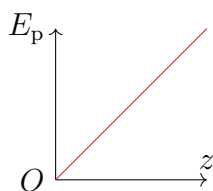
1. 势能是状态的函数， $E_p = E_p(x, y, z)$ ；
2. 势能具有相对性，势能大小与势能零点的选取有关；
3. 势能是属于系统的；
4. 势能差与势能零点的选取无关。

3.2.4 势能曲线

$$E_p = mgz$$

$$E_p = \frac{1}{2} k x^2$$

$$E_p = -G \frac{m_E m}{r}$$



把势能和相对位置的关系绘成曲线，便得到势能曲线。

通过势能曲线，可以显示出系统总机械能，动能和势能间的关系 $E = E_k + E_p$ ，由 $E_k \geq 0$ ，可以根据曲线的形状讨论物体的运动。

3.2.5 由势能求表达式

可以根据势能 $E_p(x, y, z)$ 的情况，判断物体在各个位置所受保守力的大小和方向：

$$dW = F_x dx = -dE_p$$

则

$$F_x = -\frac{dE_p}{dx} \quad (3.5)$$

如果势能是位置 (x, y, z) 的多元函数，则

$$\vec{F} = F_x \vec{i} + F_y \vec{j} + F_z \vec{k} = -\left(\frac{\partial E_p}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial E_p}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial E_p}{\partial z} \vec{k}\right) \quad (3.6)$$

3.3 成对的力的功

力总是成对的，无论是保守力还是非保守力。

设质量为 m_1 和 m_2 的两个物体分别受到 F_1 和 F_2 的力，且 $\vec{F}_1 = -\vec{F}_2$ 在 dt 时间内位移为 dr_1 和 dr_2 ，质点 2 相对于质点 1 的相对位移 $d\vec{r}'$ 有 $d\vec{r}_2 = d\vec{r}_1 + d\vec{r}'$ 则元功为：

$$\begin{aligned} dW_1 &= \vec{F}_1 \cdot d\vec{r}_1 \\ dW_2 &= \vec{F}_2 \cdot d\vec{r}_2 \end{aligned}$$

这一对力所作元功之和为：

$$\begin{aligned} dW &= \vec{F}_1 \cdot d\vec{r}_1 + \vec{F}_2 \cdot d\vec{r}_2 = \vec{F}_1 \cdot d\vec{r}_1 + \vec{F}_2 \cdot (d\vec{r}_1 + d\vec{r}') \\ &= (-\vec{F}_2 + \vec{F}_2) \cdot d\vec{r}_1 + \vec{F}_2 \cdot d\vec{r}' \\ &= \vec{F}_2 \cdot d\vec{r}' \end{aligned}$$

1. 成对力的功只与作用力和相对位移有关；
2. 成对力的总功具有与参考系选择无关的不变性质。
为方便起见，计算时常认为其中一个质点静止，并以该质点所在位置为原点，再计算另一质点受力所做的功，这就是一对力的功。
3. 在无相对位移或相对位移与一对力垂直的情况下，一对力的功必为零。