

第一章 质点运动学

一、描述运动的物理量

1. 位矢、位移和路程

- 位矢
 - 定义：由坐标原点到质点位置的矢量 \boldsymbol{r}
 - 表达式： $\boldsymbol{r} = x\boldsymbol{i} + y\boldsymbol{j}$
 - 大小： $r = |\boldsymbol{r}| = \sqrt{x^2 + y^2}$
- 运动方程
 - 矢量形式： $\boldsymbol{r} = \boldsymbol{r}(t)$
 - 分量形式：

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases}$$

- 位移与路程
 - 位移： $\Delta\boldsymbol{r} = \boldsymbol{r}_B - \boldsymbol{r}_A = \Delta x\boldsymbol{i} + \Delta y\boldsymbol{j}$
 - 大小： $|\Delta\boldsymbol{r}| = \sqrt{\Delta x^2 + \Delta y^2}$
 - 路程： Δs (轨迹的实际长度, 标量)

2. 速度

- 平均速度

$$\bar{\boldsymbol{v}} = \frac{\Delta\boldsymbol{r}}{\Delta t} = \frac{\Delta x}{\Delta t}\boldsymbol{i} + \frac{\Delta y}{\Delta t}\boldsymbol{j}$$

- 瞬时速度

$$\boldsymbol{v} = \frac{d\boldsymbol{r}}{dt} = \frac{dx}{dt}\boldsymbol{i} + \frac{dy}{dt}\boldsymbol{j} = v_x\boldsymbol{i} + v_y\boldsymbol{j}$$

- 大小： $|\boldsymbol{v}| = \sqrt{v_x^2 + v_y^2}$
- 速率： $v = \frac{ds}{dt}$ (速度的大小)

3. 加速度

- 平均加速度

$$\overline{a} = \frac{\Delta v}{\Delta t}$$

- 瞬时加速度

$$\boldsymbol{a} = \frac{d\boldsymbol{v}}{dt} = \frac{d^2\boldsymbol{r}}{dt^2} = a_x\boldsymbol{i} + a_y\boldsymbol{j}$$

- 大小: $|\boldsymbol{a}| = \sqrt{a_x^2 + a_y^2}$

二、圆周运动

1. 线量与角量对应关系

物理量	线量表示	角量表示
位移	Δs	$\Delta \theta$
速度	$v = \frac{ds}{dt}$	$\omega = \frac{d\theta}{dt}$
加速度	$a_\tau = \frac{dv}{dt}$ (切向) $a_n = \frac{v^2}{R}$ (法向)	$\alpha = \frac{d\omega}{dt}$

2. 匀变速圆周运动公式

- 线量关系

$$\begin{cases} v = v_0 + a_\tau t \\ s = v_0 t + \frac{1}{2} a_\tau t^2 \\ v^2 - v_0^2 = 2a_\tau s \end{cases}$$

- 角量关系

$$\begin{cases} \omega = \omega_0 + \alpha t \\ \theta = \omega_0 t + \frac{1}{2} \alpha t^2 \\ \omega^2 - \omega_0^2 = 2\alpha \theta \end{cases}$$

第二章 动量与能量守恒

一、质点动量定理与守恒

1. 基本概念

- 动量: $p = mv$
- 冲量: $I = \int_{t_1}^{t_2} F dt$

2. 动量定理

$$I = \Delta p = mv_2 - mv_1$$

分量形式:

$$\begin{cases} I_x = \int F_x dt = m(v_{2x} - v_{1x}) \\ I_y = \int F_y dt = m(v_{2y} - v_{1y}) \end{cases}$$

3. 动量守恒定律

当系统所受合外力为零时:

$$\sum F_{\text{ext}} = 0 \Rightarrow \sum m_i v_i = \text{常量}$$

二、动能定理与机械能守恒

1. 基本概念

- 动能: $E_k = \frac{1}{2}mv^2$
- 功: $W = \int F \cdot dr$

2. 动能定理

$$W_{\text{net}} = \Delta E_k = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2$$

3. 机械能守恒条件

若仅有保守力做功：

$$W_{\text{非保守力}} = 0 \Rightarrow E = E_k + U = \text{常量}$$

第三章 刚体力学

一、刚体运动学

1. 运动分类

运动类型	描述	速度公式
平动	各点运动相同	$\boldsymbol{v}_P = \boldsymbol{v}_{\text{cm}}$
定轴转动	绕固定轴旋转	$\boldsymbol{v} = \boldsymbol{\omega} \times \boldsymbol{r}$
平面运动	平动与转动的合成	$\boldsymbol{v}_P = \boldsymbol{v}_{\text{cm}} + \boldsymbol{\omega} \times \boldsymbol{r}_{P/\text{cm}}$

二、转动惯量与转动定律

1. 力矩的定义

- 力矩 (M) 是描述力对物体产生转动效果的物理量，定义为：

$$\boldsymbol{M} = \boldsymbol{r} \times \boldsymbol{F}$$

其中：

- \boldsymbol{r} 是从转轴到力的作用点的位矢 (单位：m)
- \boldsymbol{F} 是作用力 (单位：N)
- \boldsymbol{M} 是力矩 (单位：N·m)

力矩的方向由右手定则确定：四指从 \boldsymbol{r} 转向 \boldsymbol{F} ，拇指方向即为力矩方向

2. 转动惯量计算方法

- 基本定义

- 离散质点系: $J = \sum_{i=1}^n m_i r_i^2$
- 连续刚体: $J = \int r^2 dm$
- 计算技巧
 - 分解法: 复杂刚体分解为简单几何形状之和, $J_{\text{总}} = J_1 + J_2 + \cdots + J_n$
 - 平行轴定理: $J = J_{\text{cm}} + Md^2$
 - 垂直轴定理 (薄板): $J_z = J_x + J_y$

刚体形状	转动惯量公式	转动轴描述
细棒	$J = \frac{ml^2}{12}$	转动轴通过中心与棒垂直
圆柱体	$J = \frac{mR^2}{2}$	转动轴沿几何轴
薄圆环	$J = mR^2$	转动轴沿几何轴
球体	$J = \frac{2mR^2}{5}$	转动轴沿球的任一直径
圆筒 (空心圆柱)	$J = \frac{m}{2}(R_1^2 + R_2^2)$	转动轴沿几何轴
细棒	$J = \frac{ml^2}{3}$	转动轴通过棒的一端

3. 转动定律

- $\sum M = J\alpha$

三、角动量守恒

1. 角动量定义

- $L = J\omega = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$

2. 角动量守恒的条件

- 当合外力矩为零时:
 $\sum M_{\text{ext}} = 0 \Rightarrow L = \text{常量}$

四、角能量

1. 角动能定义

- 角动能 (E_k) 是刚体绕固定轴转动时所具有的动能，定义为：

$$E_k = \frac{1}{2} J \omega^2$$

其中：

- J 是刚体的转动惯量 (单位: $\text{kg}\cdot\text{m}^2$)
- ω 是刚体的角速度 (单位: rad/s)
- E_k 的单位是焦耳 (J)

角动能是刚体转动状态的一种能量表现形式，类似于平动动能 $E_k = \frac{1}{2}mv^2$

2. 角动能定理

- 角动能定理描述了外力对刚体所做的功与刚体角动能变化的关系：

$$W = \Delta E_k = \frac{1}{2} J \omega_2^2 - \frac{1}{2} J \omega_1^2$$

其中：

- W 是外力对刚体所做的功
- ω_1 和 ω_2 分别是刚体的初角速度和末角速度

3. 角动能与转动定律的关系

- 结合转动定律 $\sum M = J\alpha$ 和角动能定理，可以得到：

$$W = \int M d\theta = \Delta E_k$$

其中：

- W 是外力矩对刚体所做的功
- M 是力矩
- θ 是刚体的角位移
- ΔE_k 是角动能的变化量

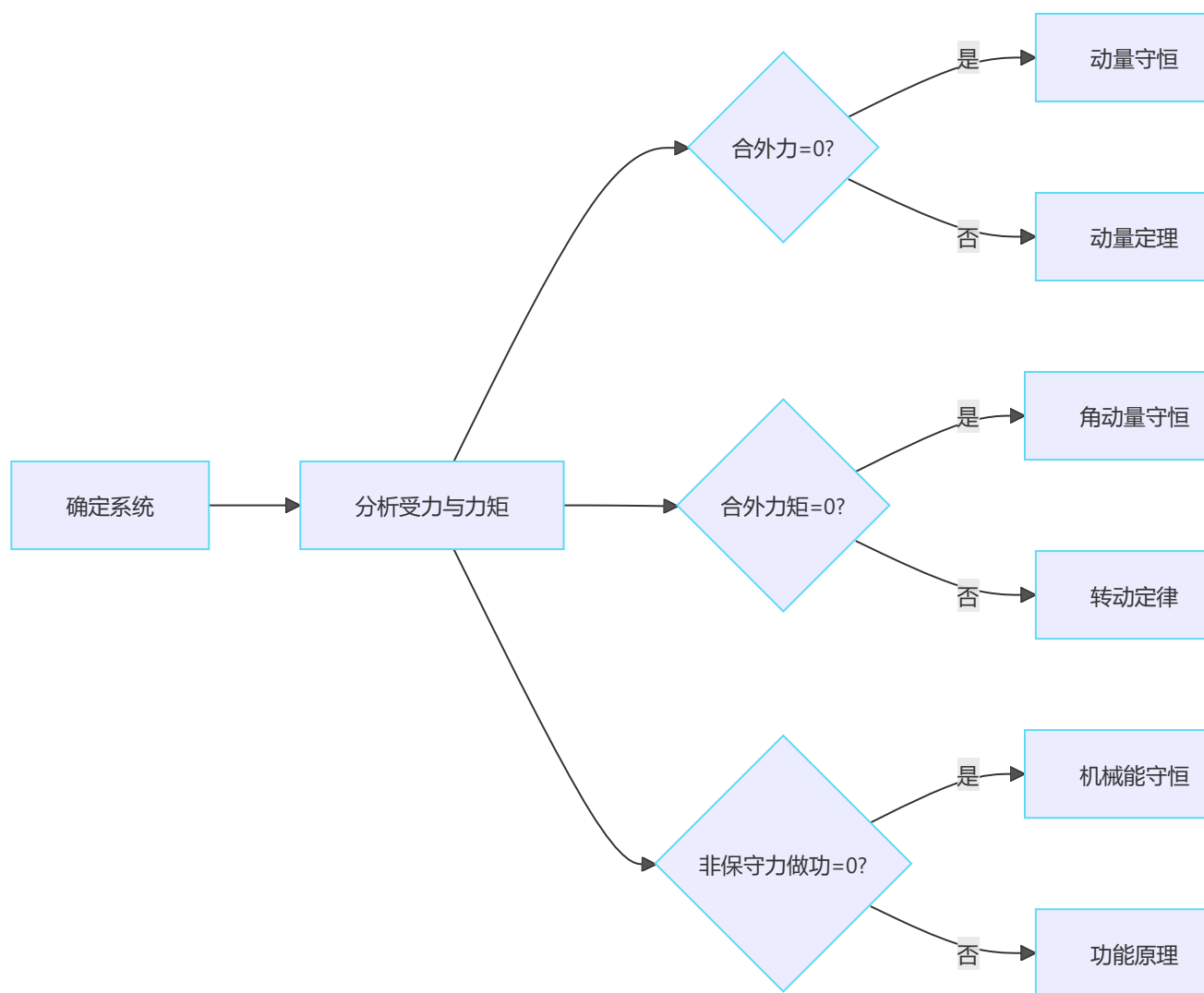
4. 角能量守恒

- 当系统不受外力矩作用时 ($\sum M_{\text{ext}} = 0$)，系统的总角能量守恒：

$$E_k = \frac{1}{2} J \omega^2 = \text{常量}$$

此时，系统的角动能不会因内部作用而改变

五、守恒定律的选择



第四章、狭义相对论

一、基本假设

1. 相对性原理

- 所有惯性参考系中，物理定律具有相同形式
 - 不存在"绝对静止"的参考系
 - 物理规律与惯性系的运动状态无关

2. 光速不变原理

- 真空中的光速 c 在所有惯性系中相同
 - 与光源和观察者的运动状态无关
 - $c \approx 3 \times 10^8 \text{m/s}$

二、洛伦兹变换

1. 坐标变换公式

- 正变换($S \rightarrow S'$)

$$\begin{cases} x' = \gamma(x - vt) \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \gamma\left(t - \frac{vx}{c^2}\right) \end{cases}$$

- 逆变换($S' \rightarrow S$)

$$\begin{cases} x = \gamma(x' + vt') \\ y = y' \\ z = z' \\ t = \gamma\left(t' + \frac{vx'}{c^2}\right) \end{cases}$$

- 洛伦兹因子

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad (\gamma \geq 1)$$

2. 矩阵形式

- 正变换矩阵

$$\begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\gamma\beta & 0 & 0 \\ -\gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

- 逆变换矩阵

$$\begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta & 0 & 0 \\ \gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix}$$

3. 广义洛伦兹变换

$$\begin{aligned} ct' &= \gamma \left(ct - \frac{\boldsymbol{\beta} \cdot \mathbf{r}}{c} \right) \\ \mathbf{r}' &= \mathbf{r} + \boldsymbol{\beta} \left(\frac{\gamma - 1}{\beta^2} (\boldsymbol{\beta} \cdot \mathbf{r}) - \gamma ct \right) \end{aligned} \quad \boxed{\boldsymbol{\beta} = \frac{\mathbf{v}}{c}}$$

4. 速度变换

$$u'_x = \frac{u_x - v}{1 - \frac{u_x v}{c^2}}, \quad u'_y = \frac{u_y}{\gamma \left(1 - \frac{u_x v}{c^2} \right)}, \quad u'_z = \frac{u_z}{\gamma \left(1 - \frac{u_x v}{c^2} \right)}$$

三、相对论效应

1. 时间膨胀（钟慢效应）

- $\Delta t = \gamma \Delta t_0$
 - Δt_0 : 固有时（本征时间）
 - Δt : 运动观测时间

2. 长度收缩

- $L = \frac{L_0}{\gamma}$
 - L_0 : 固有长度（静止长度）
 - L : 运动观测长度

3. 同时性的相对性

- 不同惯性系对“同时事件”的判断可能不同
- 时序关系取决于 $\frac{v\Delta x}{c^2}$

四、相对论动力学

1. 质速关系

- $m = \gamma m_0 = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$
 - m_0 : 静质量
 - m : 动质量

2. 动量-能量关系

物理量	公式
动量	$\boldsymbol{p} = \gamma m_0 \boldsymbol{v}$
总能	$E = \gamma m_0 c^2$
静能	$E_0 = m_0 c^2$
动能	$E_k = (\gamma - 1)m_0 c^2$
总能关系	$E^2 = p^2 c^2 + m_0^2 c^4$

3. 四维形式

- 四维位移

$$X^\mu = (ct, x, y, z)$$

- 四维动量

$$P^\mu = \left(\frac{E}{c}, p_x, p_y, p_z \right)$$

第五章 热力学

一、平衡态与物态方程

1. 平衡态定义

- 系统各部分 压强相等、温度相同，物态参量 (p, V, T) 确定，与外界无能量/物质交换
- 近似平衡态：状态变化微小可忽略时视为平衡态

2. 理想气体的物态方程

- 微观形式

$$pV = NkT$$

- N : 分子数; $k = 1.38 \times 10^{-23} \text{ J} \cdot \text{K}^{-1}$ (玻耳兹曼常量)

- 宏观形式

$$pV = \nu RT$$

- ν : 物质的量; $R = 8.314 \text{ J} \cdot \text{mol}^{-1} \cdot \text{K}^{-1}$

- 分子数密度形式

$$p = nkT$$

- $n = N/V$: 分子数密度

3. 热力学第零定律

- 若两系统分别与第三系统热平衡，则它们彼此热平衡
- 温度是热平衡的判据

二、理想气体的压强公式

1. 理想气体的微观模型

从气体动理论观点看，理想气体微观模型为：

- 分子本身大小可忽略（可视为质点）
- 除碰撞瞬间外，分子间相互作用力忽略（碰撞间作匀速直线运动）
- 分子间及分子与器壁碰撞为完全弹性碰撞（动能不损失）

2. 压强公式推导

设长方体容器尺寸为 $x \times y \times z$ ，内含 N 个分子，单个分子质量 m

(1) 单个分子对器壁作用

- 分子与 A_1 面碰撞时, 动量变化: $\Delta p_x = -2mv_x$
- 相邻两次碰撞时间间隔: $\Delta t = \frac{2x}{v_x}$
- 单分子对 A_1 面平均作用力: $F_x = 2mv_x \cdot \frac{v_x}{2x} = \frac{mv_x^2}{x}$

(2) 所有分子对器壁作用

- N 个分子对 A_1 面总作用力:

$$F = \sum_{i=1}^N \frac{mv_{ix}^2}{x} = \frac{m}{x} \sum_{i=1}^N v_{ix}^2$$

(3) 压强表达式

$$p = \frac{F}{yz} = \frac{m}{xyz} \sum_{i=1}^N v_{ix}^2 = \frac{Nm}{V} \cdot \frac{\sum v_{ix}^2}{N}$$

其中分子数密度 $n = N/V$, x 方向速度平方平均值:

$$\overline{v_x^2} = \frac{\sum_{i=1}^N v_{ix}^2}{N}$$

(4) 统计规律应用

- 气体平衡态具有各向同性:

$$\overline{v_x^2} = \overline{v_y^2} = \overline{v_z^2} = \frac{1}{3} \overline{v^2}$$

- 分子平均平动动能:

$$\overline{\varepsilon_k} = \frac{1}{2} m \overline{v^2}$$

3. 理想气体压强公式

$$p = \frac{1}{3} n m \overline{v^2} = \frac{2}{3} n \overline{\varepsilon_k} = \frac{1}{3} \rho \overline{v^2}$$

其中:

- n : 分子数密度 (m^{-3})
- $\overline{\varepsilon_k}$: 分子平均平动动能 (J)

- $\rho = nm$: 气体密度 (kg/m^3)

4. 此过程可得到的其他结论

$$\begin{aligned}\therefore p &= \frac{3}{2}n \left(\frac{1}{2}m\overline{v^2} \right) & p &= nkT \\ \therefore \varepsilon_k &= \frac{1}{2}m\overline{v^2} = \frac{3}{2}kT\end{aligned}$$

三、分子自由度与热容

1. 能量均分原理

- 气体处于平衡态时，分子在任何一个方向的运动都不比其他方向占有优势，分子在各个方向运动的概率是相等的

2. 不同分子自由度与热容

分子类型	自由度 i	组成 (平动+转动+振动)	$C_{V,m}$	$C_{p,m}$	$\gamma = \frac{C_{p,m}}{C_{V,m}}$
单原子分子 (如 He)	3	$3 + 0 + 0$	$\frac{3}{2}R$	$\frac{5}{2}R$	$\frac{5}{3} \approx 1.67$
刚性双原子分子 (如 O ₂)	5	$3 + 2 + 0$	$\frac{5}{2}R$	$\frac{7}{2}R$	$\frac{7}{5} = 1.40$
非刚性双原子分子	7	$3 + 2 + 2$	$\frac{7}{2}R$	$\frac{9}{2}R$	$\frac{9}{7} \approx 1.29$
刚性多原子分子 (如 CO ₂)	6	$3 + 3 + 0$	$3R$	$4R$	$\frac{4}{3} \approx 1.33$
非刚性多(n)原子分子	$3n$	线性: $3 + 2 + 3n - 5$ 非线性: $3 + 3 + 3n - 6$	$\frac{3n}{2}R$	$\frac{3n + 2}{2}R$	$\frac{3n + 2}{3n}$

3. 热容公式

- 摩尔定容热容: $C_{V,m} = \frac{i}{2}R$
- 摩尔定压热容: $C_{p,m} = C_{V,m} + R$
- 热容比: $\gamma = 1 + \frac{2}{i}$

四、麦克斯韦速率分布

1. 速率分布函数

$$f(v) = \lim_{\Delta v \rightarrow \infty} \frac{\Delta N}{N \Delta v} = \frac{1}{n} \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\Delta N}{\Delta v}$$

则 $\frac{dN}{N} = f(v)dv$

麦克斯韦速率分布函数：
$$f(v) = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} v^2 e^{-\frac{mv^2}{2kT}}$$

2. 三种速率

- 最概然速率： $v_p = \sqrt{\frac{2kT}{m}}$
- 平均速率： $\bar{v} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$
- 方均根速率： $v_{\text{rms}} = \sqrt{\frac{3kT}{m}}$

3. $p - V$ 图特性

- 等温线：双曲线 $pV = \text{常量}$
- 绝热线： $pV^\gamma = \text{常量}$ （比等温线陡峭）

五、玻尔兹曼能量分布律与等温气压公式

1. 玻尔兹曼能量分布律

$$dN = N \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} e^{-\frac{\varepsilon_k}{kT}} 4\pi v^2 dv$$
$$n = n_0 e^{-\frac{\varepsilon_p}{kT}} = n_0 e^{-\frac{mgz}{kT}}$$

2. 重力场中的等温气压公式

$$p = p_0 e^{-\frac{\varepsilon_p}{kT}} = p_0 e^{-\frac{mgz}{kT}}$$
$$z = \frac{kT}{mg} \ln \frac{p_0}{p} = \frac{RT}{Mg} \ln \frac{p_0}{p}$$

六、分子的平均碰撞频率与平均自由程

1. 基本概念与定义

- 平均碰撞频率 \bar{Z} : 单位时间内分子与其他分子碰撞的平均次数
- 平均自由程 $\bar{\lambda}$: 分子连续两次碰撞间通过路程的平均值
- 核心关系:

$$\bar{\lambda} = \frac{\bar{v}}{\bar{Z}}$$

其中 \bar{v} 为分子平均速率

- 物理意义:
 - 分子碰撞实现动量、动能交换, 驱动气体从非平衡态向平衡态过渡
 - 碰撞使温度均匀化 (如容器内温度差异通过碰撞消除)

2. 平均碰撞频率推导

(1) 简化模型假设

- 选定分子 α 以平均速率 \bar{v} 运动, 其余分子静止
- 分子视为直径 d 的弹性小球 (碰撞完全弹性)
- 运动轨迹为折线, 碰撞发生在球心距 $\leq d$ 时

(2) 碰撞圆柱体模型

- 以分子 α 轨迹为轴, d 为半径作圆柱体
- 圆柱体体积: $V = \pi d^2 \bar{v}$
- 球心在圆柱体内的分子均与 α 碰撞

(3) 初始公式与修正

- 未修正公式（仅分子 α 运动）：

$$\bar{Z} = \pi d^2 \bar{v} n$$

其中 n 为分子数密度， πd^2 称碰撞截面

- 实际修正（考虑所有分子运动）：

$$\bar{Z} = \sqrt{2} \pi d^2 \bar{v} n$$

- 修正因子 $\sqrt{2}$ 源于分子速率的麦克斯韦分布
- 影响因素：
 - $\bar{Z} \propto n$ （分子数密度）
 - $\bar{Z} \propto \bar{v}$ （分子平均速率）
 - $\bar{Z} \propto d^2$ （分子有效直径平方）

3. 平均自由程公式

(1) 基本表达式

$$\bar{\lambda} = \frac{1}{\sqrt{2} \pi d^2 n}$$

(2) 压强与温度形式

- 由 $p = nkT$ 得：

$$\bar{\lambda} = \frac{kT}{\sqrt{2} \pi d^2 p}$$

- 物理含义：
 - 温度 T 一定时： $p \uparrow \Rightarrow \bar{\lambda} \downarrow$ （气体密集则自由程短）
 - 压强 p 一定时： $T \uparrow \Rightarrow \bar{\lambda} \uparrow$ （温度升高使碰撞间距增大）
- 与速率无关性： $\bar{\lambda}$ 独立于 \bar{v} ，仅取决于 d, n, T, p

4. 有效直径与数量级

(1) 模型近似性说明

- 分子非理想球体，碰撞非完全弹性
- d 为有效直径：综合反映分子相互作用

(2) 典型数值

- 标准状态下：
 - $\bar{Z} \sim 10^9 \text{ s}^{-1}$ (每秒约十亿次碰撞)
 - $\bar{\lambda} \sim 10^{-8} - 10^{-7} \text{ m}$
- 碰撞频繁性：高频碰撞导致平均自由程极短

七、热力学第一定律及应用

1. 热力学第一定律

$$\Delta U = Q - W$$

2. 四种典型过程

- 原理

$$\Delta E = \Delta U = \nu C \Delta T$$

过程	条件	功 W	热量 Q	内能变化 ΔU
等容	$\Delta V = 0$	0	$Q_V = \nu C_{V,m} \Delta T$	$\Delta U = Q_V$
等压	$p = \text{常量}$	$p \Delta V$	$Q_p = \nu C_{p,m} \Delta T$	$\Delta U = Q_p - W$
等温	$T = \text{常量}$ $PV = \text{常量}$	$\nu RT \ln \frac{V_2}{V_1}$	$Q_T = W$	$\Delta U = 0$
绝热	$Q = 0$ $PV^\gamma = \text{常量}$	$W = \frac{p_1 V_1 - p_2 V_2}{\gamma - 1}$	0	$\Delta U = -W$

八、热机效率与制冷系数

1. 热机效率

- 热机效率公式：

$$\eta = \frac{W}{Q_1} = \frac{Q_1 - |Q_2|}{Q_1} = 1 - \frac{|Q_2|}{Q_1}$$

- Q_1 : 吸热量; Q_2 : 放热量 (取绝对值)
- 卡诺热机 (两等温两绝热) 效率:

$$\eta_{\text{卡诺}} = 1 - \frac{T_2}{T_1}$$

- T_1 : 高温热源温度 (K) ; T_2 : 低温热源温度 (K)

2. 制冷系数

- 制冷系数公式:

$$e = \frac{Q_2}{|W|} = \frac{Q_2}{|Q_1| - Q_2}$$

- Q_1 : 吸热量 (取绝对值) ; Q_2 : 放热量
- 卡诺制冷机制冷系数

$$e_{\text{卡诺}} = \frac{Q_2}{|Q_1| - Q_2} = \frac{T_2}{T_1 - T_2}$$

- T_1 : 高温热源温度 (K) ; T_2 : 低温热源温度 (K)

九、热力学第二定律与卡诺定理

1. 热力学第二定律

- 开尔文表述: 无法从单一热源吸热全部转化为功而不产生其他影响
- 克劳修斯表述: 热量不能自发从低温传至高温

2. 卡诺定理

卡诺定理基本结论

在温度为 T_1 的高温热源和温度为 T_2 的低温热源之间工作的热机, 必须满足:

- **(1)** 相同热源间的任意可逆机效率相同
- **(2)** 任何不可逆机效率均不大于可逆机效率

(1) 可逆机效率公式

以理想气体为工作物质的卡诺热机满足:

$$\eta = 1 - \frac{|Q_2|}{Q_1} = 1 - \frac{T_2}{T_1}$$

- Q_1 : 高温热源吸热量
- Q_2 : 低温热源放热量 (取绝对值)
- T_1 : 高温热源温度 (K)
- T_2 : 低温热源温度 (K)

(2) 不可逆机效率关系

不可逆机效率 η' 满足:

$$\eta' \leq 1 - \frac{T_2}{T_1}$$

- $=$: 适用于可逆机
- $<$: 适用于不可逆机

十、熵与统计解释

1. 熵的定义

- $\Delta S = \int \frac{dQ_{\text{rev}}}{T}$
- 熵增加原理: 孤立系统中, $\Delta S \geq 0$ (不可逆过程熵增加)

2. 玻耳兹曼熵公式

- $S = k \ln W$
 - W : 热力学概率 (微观状态数)

第六章、静电场

一、电荷守恒定律

1. 电荷的量子化

- 元电荷：电子电荷的绝对值 e 被称为元电荷，单位为库伦，简称库，符号为 C

$$e = 1.602 \times 10^{-19} C$$

2. 电荷守恒定律

- 不管系统中的电荷如何转移，系统中电荷的代数和保持不变，这就是电荷守恒定律。

3. 库伦定律

- 库伦定义的表述：
在真空中，两个静止的点电荷之间的相互作用力，其大小与它们电荷乘积成正比，与它们之间距离的二次方成反比；作用力的方向沿着两点电荷的连线，同号电荷相斥，异号电荷相吸。
- 公式表述

$$\mathbf{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \mathbf{e}_r$$

$$\begin{aligned} \text{其中 } \epsilon_0 &= 8.85 \times 10^{-12} C^2 \cdot N^{-1} \cdot m^{-2} \\ &= 8.85 \times 10^{-12} F \cdot m^{-1} \end{aligned}$$

二、电场强度

1. 电场强度

定义： $\mathbf{E} = \frac{\mathbf{F}}{q_0}$ ，表明电场中某点处的电场强度 \mathbf{E} 等于位于该点处单位试验电荷所受的电场力。

反之，则有 $\mathbf{F} = q\mathbf{E}$

2. 点电荷的电场强度

$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{F}}{q_0} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \mathbf{e}_r, \text{ 其中 } Q \text{ 为中心点电荷大小, } q_0 \text{ 为试验电荷大小}$$

3. 电场强度叠加原理

- 遵循矢量加减原则

三、高斯定理

1. 电场强度通量

- 定义：我们把通过这个电场中某一个面的电场线数目，叫做通过这个面的电场强度通量，用符号 Φ_e 表示。

- $$\Phi_e = ES \cos \theta$$

2. 高斯定理

$$\Phi_e = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{q}{\epsilon_0} \quad \text{其中 } q \text{ 为 } S \text{ 面所围区域的电荷量}$$

推导：

$$\because E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{R^2}, d\Phi_e = \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = E dS \cos \theta = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{dS \cos \theta}{r^2} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{dS'}{r^2}$$

$$\text{记 } d\Omega = \frac{dS \cos \theta}{r^2}, \text{ 即 } d\Phi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} d\Omega$$

$$\therefore \Phi_e = \oint_S d\Phi_e = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \oint_S d\Omega$$

$$\text{而 } \oint_S d\Omega = 4\pi$$

$$\therefore \Phi_e = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

四、电势能

1. 静电力所做的功

- $$W = q_0 \int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

对于点电荷的直线运动 ($A \rightarrow B$) , 则为 $W = \frac{q q_0}{4\pi\epsilon_0} (\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B})$

2. 静电场的环路定理

$$q_0 \oint_l \mathbf{E} d\mathbf{l} = 0$$

五、电势

1. 电势

$$V = \frac{E_p}{q_0} \quad \text{其中 } E_p \text{ 为电势能}$$

2. 点电荷电场的电势

$$V = \int_r^\infty \mathbf{E} d\mathbf{l} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r}$$

六、电场强度与电势梯度

1. 等势面

- 电场中电势相等的点所构成的面, 叫做等势面

2. 电场强度和电势梯度

- 电场中某一点的电场强度沿任一方向的分量, 等于这一点的电势沿该方向的电势变化率的负值。

$$\text{即 } E_n = -\frac{dV}{dl_n} \quad (\text{标量式}) \quad \leftrightarrow \quad \mathbf{E} = -\frac{dV}{dl_n} \mathbf{e}_n \quad (\text{矢量式})$$

$$\text{矢量表达式为 } \mathbf{E} = -\left(\frac{\partial V}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial V}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial V}{\partial z} \mathbf{k}\right)$$

$$\text{梯度表达为 } \mathbf{E} = -\text{grad}V = -\nabla V$$

七、静电场中的导体

1. 静电平衡条件

- (1) 导体内部任何一点出的电场强度为零
- (2) 导体表面处电场的方向都与导体表面垂直 (即 $U = \int_{AB} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$)

2. 静电平衡时导体上的电荷分布

(1) 导体内

由于导体内有 $\mathbf{E} = 0$, 则 $\Phi_e = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = 0 = \frac{q}{\varepsilon_0}$

- 即静电平衡时, 导体所带的电荷只能分布在导体的表面上, 导体内没有净电荷。

(2) 导体表面

记电荷面密度为 σ , 则 $\Delta q = \sigma \Delta S$

$$\oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = E \Delta S = \frac{\sigma \Delta S}{\varepsilon_0}$$

$$\text{则 } E = \frac{\sigma}{\varepsilon_0}$$

(3) 静电屏蔽

- 在静电场中, 因导体的存在使某些特定的区域不受电场影响的现象称为静电屏蔽
- 空腔导体 (无论接地与否) 将使空腔内空间不受外电场的影响; 而接地空腔导体将使外部空间不受空腔内电场的影响。这就是空腔导体的静电屏蔽作用。

3. 静电场中的电介质

(1) 相对电容率

$$E = \frac{E_0}{\varepsilon_r}$$

式中 ε_r 叫做电介质的相对电容率。相对电导率 ε_r 与真空电导率 ε_0 的乘积 $\varepsilon = \varepsilon_0 \varepsilon_r$ 叫做电容率。

(2) 电偶极子

- 电偶极矩: $\mathbf{p} = q\mathbf{r}_0$
- 力矩: $\mathbf{M} = \mathbf{p} \times \mathbf{E}$
- 平衡时, 有 $E_p = -\mathbf{p} \cdot \mathbf{E}$

(3) 电极化强度

$$P = \frac{\sum p}{\Delta V} \quad \text{式中 } P \text{ 叫做电极化强度, 它的单位是 } C \cdot m^{-2}$$

特殊地, 对于量平行板的间电介质的电极化强度的大小, 与电介质表面极化电荷面密度的大小相等。

$$P = \frac{\sum p}{\Delta V} = \frac{\sigma' \Delta S l}{\Delta S l} = \sigma'$$

(4) 极化电荷与自由电荷的关系

- 电场强度关系

$$E = E_0 + E' \quad \text{其中, } E \text{ 为叠加电场, } E_0 \text{ 为外电场, } E' \text{ 为极化电场}$$

- 电极化强度关系

$$P = (\epsilon_r - 1)\epsilon_0 E = \chi_e \epsilon_0 E \quad \text{式中 } \chi_e = \epsilon_r - 1 \text{ 称为电介质的电极化率}$$

在高频条件下, 电介质的相对电容率 ϵ_r 和外电场的频率 f 是有关的。

4. 电位移 (有电介质时的高斯定理)

$$\oint_S \mathbf{E} d\mathbf{S} = \frac{Q}{\epsilon_0 \epsilon_r}$$

令 $\mathbf{D} = \epsilon_0 \epsilon_r \mathbf{E} = \epsilon \mathbf{E}$ 式中 \mathbf{D} 称为电位移, 单位为 $C \cdot m^{-2}$.

而 $\mathbf{P} = (\epsilon_r - 1)\epsilon_0 \mathbf{E}$

$\therefore \mathbf{D} = \mathbf{P} + \epsilon_0 \mathbf{E}$

则有 $\oint_S \mathbf{D} d\mathbf{S} = Q$

5. 电容 电容器

$$C = \frac{Q}{V}$$

对于球形电容器 (半径为 R)

$$C = 4\pi\epsilon_0 R$$

对于平行金属板电容器 (两板间距离为 d , 面积为 S)

$$\begin{aligned} C &= \frac{Qd}{S} \\ &= \frac{\epsilon_0 \epsilon_r S}{d} \end{aligned}$$

- 电容器的并联

$$C = \sum C_i$$

- 电容器的串联

$$\frac{1}{C} = \sum \frac{1}{C_i}$$

6. 静电场的能量

(1) 电容器的电能

电容器的能量为 $W_e = \frac{Q^2}{2C} = \frac{1}{2}QU = \frac{1}{2}CU^2$

(2) 静电场的能量

$$W_e = \frac{C}{U^2} = \frac{1}{2} \frac{\varepsilon S}{d} (Ed)^2 = \frac{1}{2} \varepsilon E^2 Sd$$

(3) 电场的能量密度

$$\omega_e = \frac{1}{2} \varepsilon E^2 = \frac{1}{2} ED$$