

第十一章 气体动理论 第二讲

11.4 能量按自由度均分原理

11.5 麦克斯韦速率分布定律

11.7 气体分子的平均自由程

11.4 能量按自由度均分原理

- 自由度
- 能量均分原理
- 理想气体的内能



自由度 (degree of freedom) :

确定物体空间位置所需独立坐标的数目。

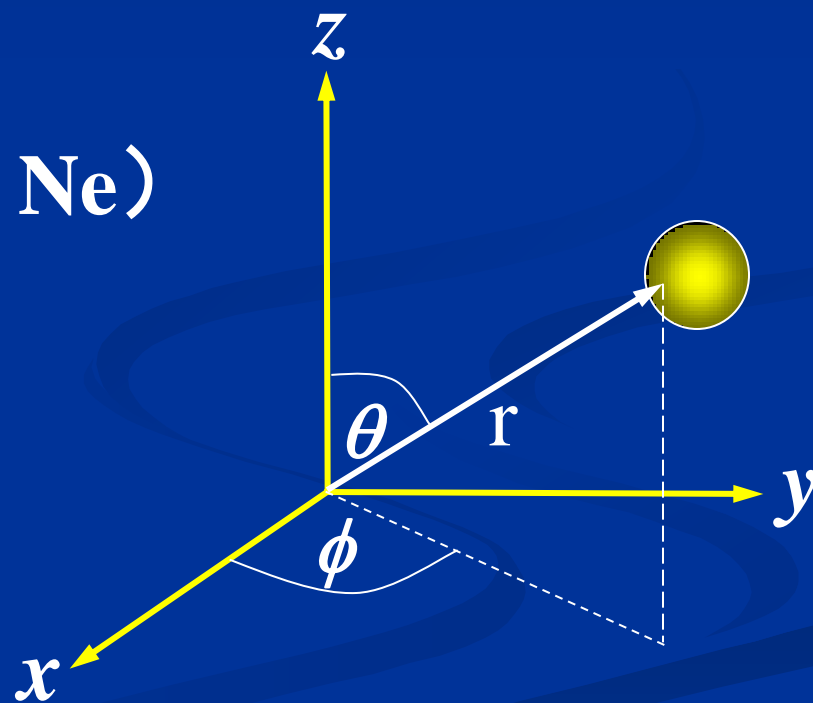
一、气体分子的自由度

1、单原子分子 (如 He, Ne)

平动自由度 $t = 3$

(x, y, z)

或: (r, θ, ϕ)



2、双原子分子 (如 O_2 , H_2 , CO)

平动 + 转动 + 振动

刚性分子: 平动 + 转动

● 平动自由度

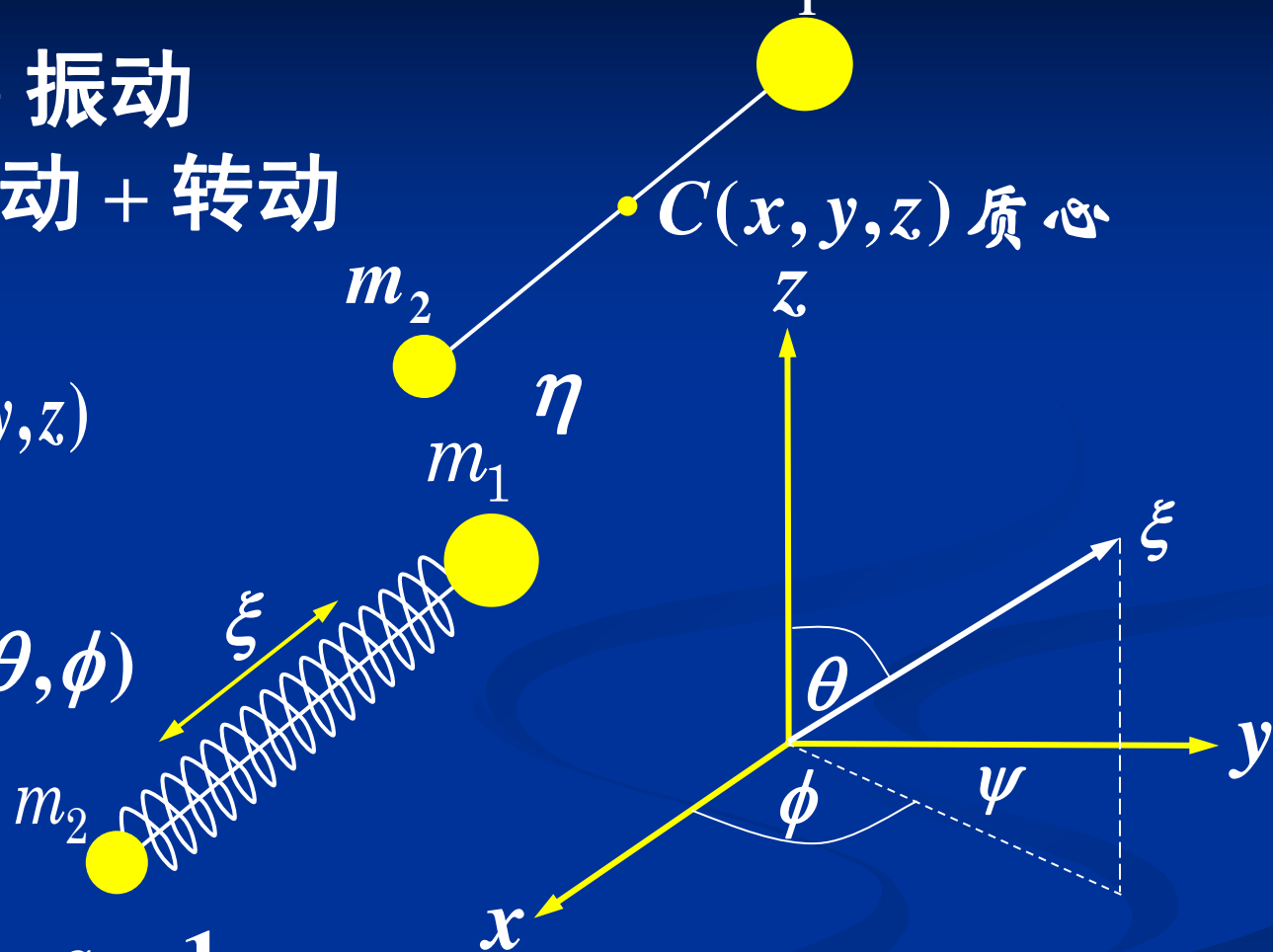
$$t=3, (x, y, z)$$

● 转动自由度

$$r=2, (\theta, \phi)$$

(非刚性分子)

● 振动自由度 $s=1$



3、多原子分子

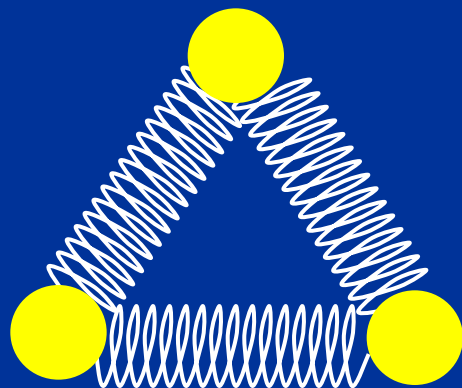
平动 + 转动 + 振动

(1) 平动自由度 $t=3$

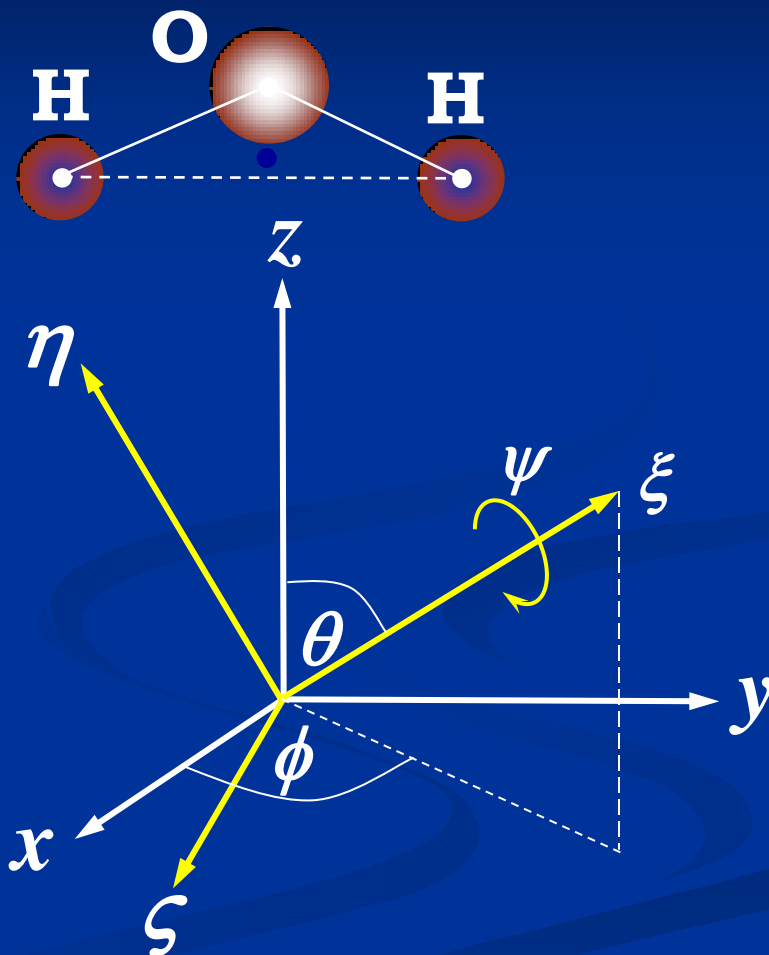
(2) 转动自由度

$$r=3, (\theta, \phi, \psi)$$

(3) 振动自由度 $s=3n-6$



组成分子的原子个数



总结: 分子的自由度

分子种类 \ 自由度		t 平动	r 转动	s 振动	$i = t + r + s$
单原子分子		3	0	0	3
双原子分子	刚性	3	2	0	5
	非刚性	3	2	1	6
多原子分子	刚性	3	3	0	6
	非刚性	3	3	$3n - 6$	$3n$

注: 常温下分子看成是刚性分子, 以后不考虑振动自由度

二、能量均分原理

在温度 T 的**平衡态**下，物质（气体、液体和固体）分子每一个自由度的**平均动能**都相等，而且都等于 $\frac{1}{2}kT$

物理解释：分子的**各向同性**+分子**频繁碰撞**，统计地看，能量在各个自由度上均分。

分子运动总平均能量：

$$\bar{\varepsilon} = \frac{i}{2}kT, \quad i = t + r + 2s$$

三、理想气体的内能 —— 分子能量的总和

* 1摩尔理想气体内能 $N_0 \cdot \frac{i}{2} \left(\frac{R}{N_0} \right) T = \frac{i}{2} RT$

* ν 摩尔理想气体内能 $E = \nu \cdot \frac{i}{2} RT, \nu = \frac{M}{\mu}$

单原子分子

双原子分子

多原子分子

$$E = \nu \cdot \frac{3}{2} RT$$

$$E = \nu \cdot \frac{5}{2} RT$$

$$E = \nu \cdot \frac{6}{2} RT$$

结论：理想气体的内能

→ 分子总数、分子的自由度和气体的温度
与气体的体积、压强无关。

例 就质量而言，空气是由76%的 N_2 ，23%的 O_2 和1%的 Ar 三种气体组成，它们的分子量分别为28、32、40。空气的摩尔质量为 $28.9 \times 10^{-3} kg$ ，试计算1mol空气在标准状态下的内能。

解： 在空气中

$$N_2 \text{质量 } m_1 = 28.9 \times 10^{-3} \times 76\% = 22.1 \times 10^{-3} kg$$

$$\text{摩尔数 } \nu_1 = \frac{m_1}{M_1} = \frac{22.1}{28} = 0.789 mol$$

$$O_2 \text{质量 } m_2 = 28.9 \times 10^{-3} \times 23\% = 6.65 \times 10^{-3} kg$$

$$\text{摩尔数 } \nu_2 = \frac{m_2}{M_2} = \frac{6.65}{32} = 0.208 mol$$

$$A_r \text{ 质量 } m_3 = 28.9 \times 10^{-3} \times 1\% = 0.289 \times 10^{-3} \text{ kg}$$

$$\text{摩尔数 } \nu_3 = \frac{m_3}{M_3} = \frac{0.289}{40} = 0.007 \text{ mol}$$

1mol空气在标准状态下的内能

$$E = \nu_1 \frac{i_1}{2} RT + \nu_2 \frac{i_2}{2} RT + \nu_3 \frac{i_3}{2} RT$$

$$= \frac{1}{2} (5 \times 0.789 + 5 \times 0.208 + 3 \times 0.007) \times 8.31 \times 273$$

$$= 5.68 \times 10^3 \text{ J}$$

例：在一封闭容器内装有 $T_0=300K$, 密度 $\rho=40\text{克/升}$ 的氧气, 容器以 $v=150\text{m/s}$ 的速率作匀速运动, 现容器突然停止运动, 设其定向运动的能量全部转化为分子热运动的平动动能, 试问达到平衡时氧气的温度和压强为多少?

解: 设每个分子质量为 m , 则 **定向运动动能** $E_k = \frac{1}{2}mv^2$

定向动能 \Rightarrow **热运动平动动能的增量**

$$E_k = \frac{1}{2}mv^2 = \Delta \overline{\varepsilon_k} = \frac{3}{2}k\Delta T$$

$$\Delta T = \frac{mv^2}{3k} = \frac{mN_0v^2}{3N_0k} = \frac{\mu v^2}{3R}$$

$$= \frac{32 \times 10^{-3} \times 150^2}{3 \times 8.31} = 28.9K$$

$$\Delta T = 28.9 K$$

$$T = T_0 + \Delta T = 328.9 K$$

$$p = \frac{MRT}{\mu V} = \frac{\rho RT}{\mu}$$

$$= \frac{40 \times 8.31 \times 328.9}{32 \times 10^{-3}} = 3.42 \times 10^6 Pa$$

例：求水蒸汽分解为同温度下的氧气和氢气时，其内能增加的百分数



分子自由度 6 5 5

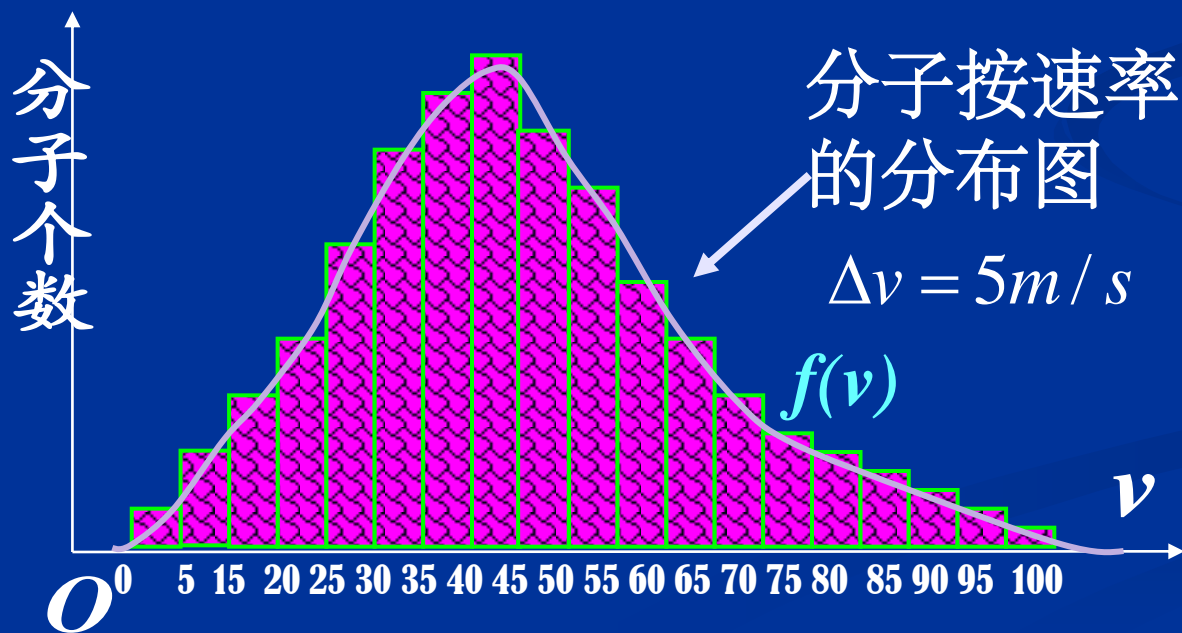
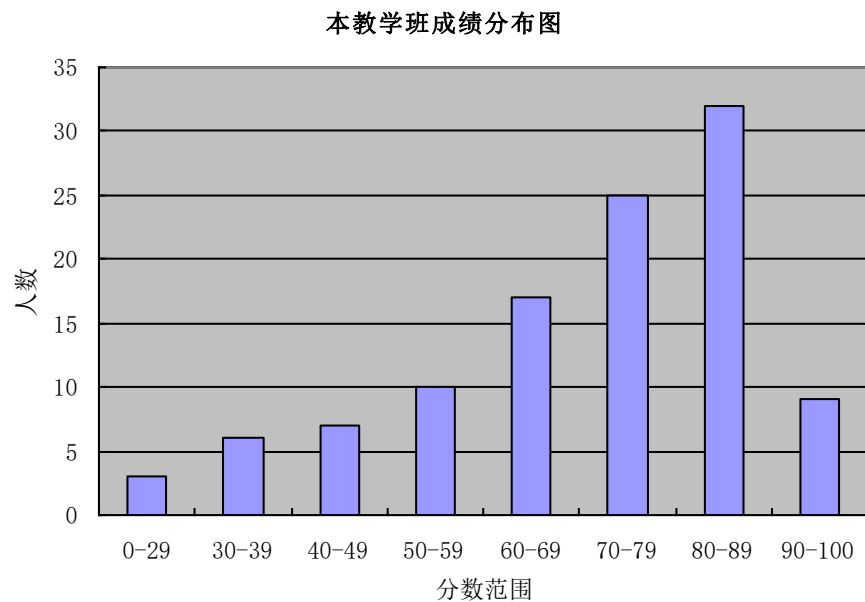
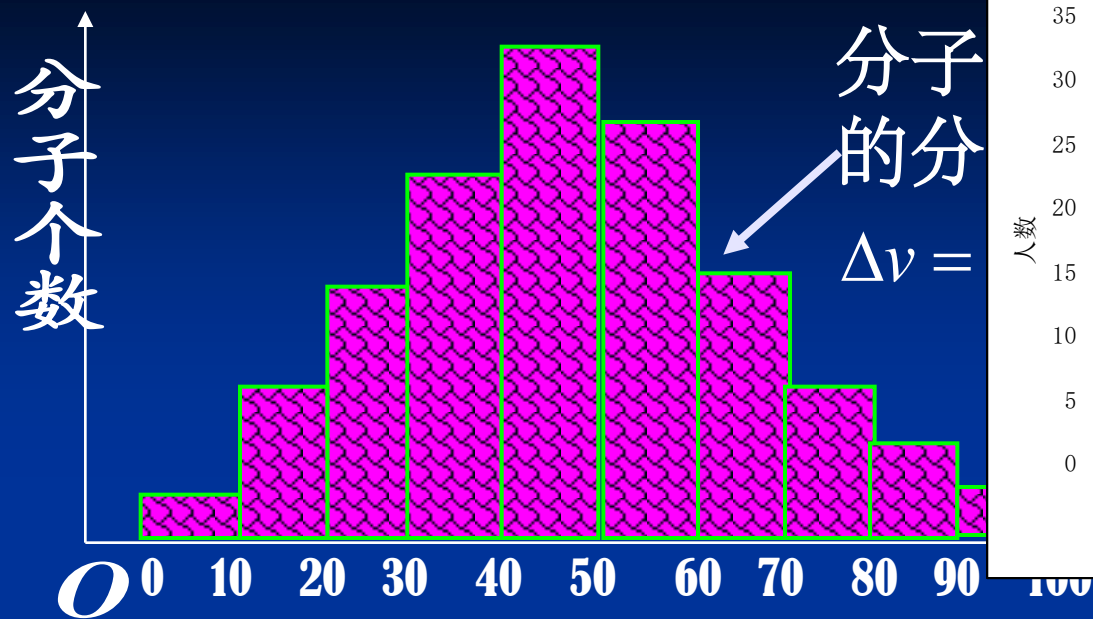
内能 $2 \times 6 \times \frac{1}{2} kT$ $2 \times 5 \times \frac{1}{2} kT$ $5 \times \frac{1}{2} kT$

内能增加的百分数

$$\frac{2 \times 5 + 5 - 2 \times 6}{2 \times 6} = \frac{3}{12} = 25\%$$

§ 11-5 麦克斯韦速率分布律

- 速率分布函数
- 麦克斯韦速率分布定律
- 麦克斯韦速率分布曲线
- 分子速率的三种统计平均值



当 $\Delta v \rightarrow dv$
连续分布图
——速率分布图。

研究对象：处于平衡态的理想气体系统

N ：分子总数 v ：速率

速率分布函数： $f(v) = \frac{dN}{N dv}$

dN ：速率在 $v \rightarrow v + dv$ 区间内的分子数

$\frac{dN}{N}$ ：分子速率处在 $v \rightarrow v + dv$ 区间的概率

$$\lim_{\Delta v \rightarrow 0} \frac{\Delta N}{N \Delta v} = \frac{dN}{N dv}$$

——分子速率在 v 附近单位速率区间内的概率（概率密度），是 v 的函数。

速率分布函数的含义：

- 对大量分子而言，表示在速率 v 附近单位速率区间内的分子数占分子总数的**百分比**。
- 对于单个分子，表示速率处于 v 附近单位速率区间的**概率**——分布函数又称 “**概率密度**”

速率分布函数应满足归一化条件：

$$\int_0^{\infty} f(v) dv = 1$$

因为 $f(v) = \frac{dN}{N dv}$

$$\int_0^{\infty} f(v) dv = \int_0^{\infty} \frac{dN}{N dv} = \frac{N}{N} = 1$$

单个分子速率处于区间 $0 \rightarrow \infty$ 的总概率等于1。

一、麦克斯韦速率分布律 (1859)

1. 温度为 T 的平衡态下:

$$f(v) = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} v^2 e^{-mv^2/2kT}$$

速率在 v 到 $v+dv$ 区间内

分子数占总分子数的百分比:

$$\frac{dN}{N} = f(v)dv$$

注: $dv=0, dN=0$

——对任一分子, 速率恰等于某一确定值的概率为零;

——对全体分子, 速率取某一定值的分子数为零。

$v=0, v \rightarrow \infty, f(v)=0$

验证归一化:

$$f(v) = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} v^2 e^{-mv^2/2kT}$$

$$\int_0^\infty f(v) dv = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \int_0^\infty v^2 e^{-mv^2/2kT} dv$$

$$= 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \times \frac{\sqrt{\pi}}{4(m/2kT)^{3/2}}$$

$$= 1$$

由积分公式 $\int_0^\infty x^2 e^{-\alpha x^2} dx = \frac{\sqrt{\pi}}{4\alpha^{3/2}}$

$$f(v) = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} v^2 e^{-mv^2/2kT}$$

最概然速率： (The most probable velocity)

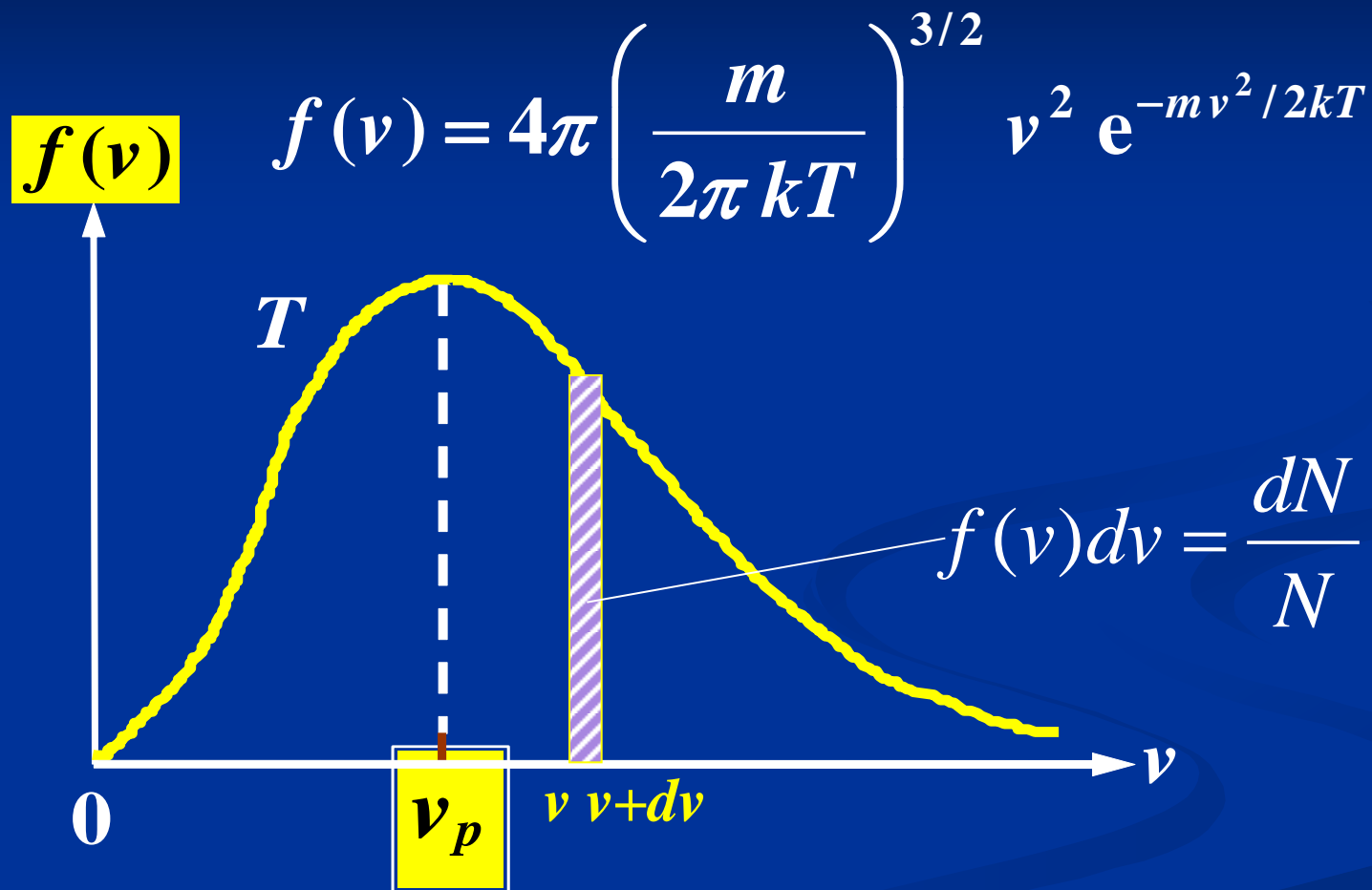
$$\text{令 } \left. \frac{df(v)}{dv} \right|_{v_p} = 0 \quad 2ve^{-mv^2/2kT} + v^2 \left(-\frac{2mv}{2kT} \right) e^{-mv^2/2kT} = 0$$

$$v_p = \sqrt{\frac{2kT}{m}} = \sqrt{\frac{2RT}{\mu}} \approx 1.41 \sqrt{\frac{RT}{\mu}}$$

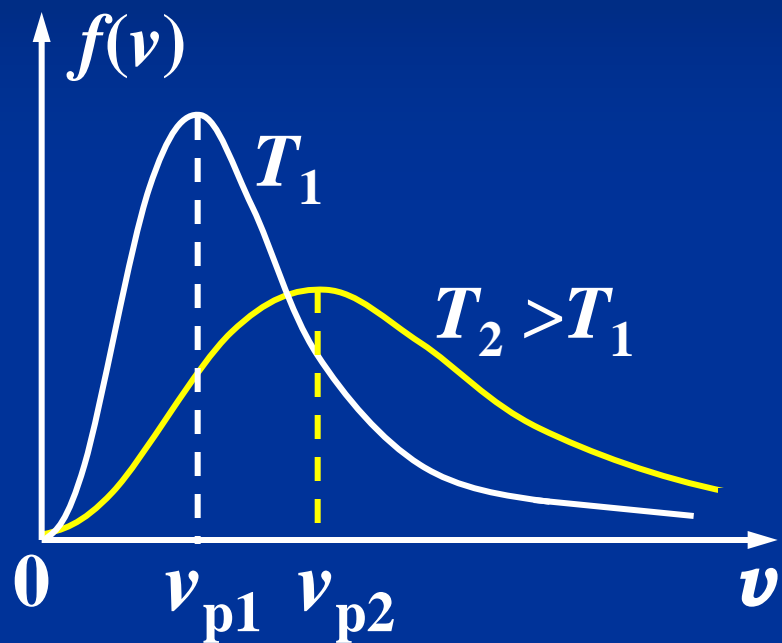
特点？

意义：速率在 v_p 附近单位速率区间内的分子数所占的比率最大

2、麦克斯韦速率分布曲线



同种气体不同温度下的分布：



$$v_p \approx 1.41\sqrt{kT/m}$$

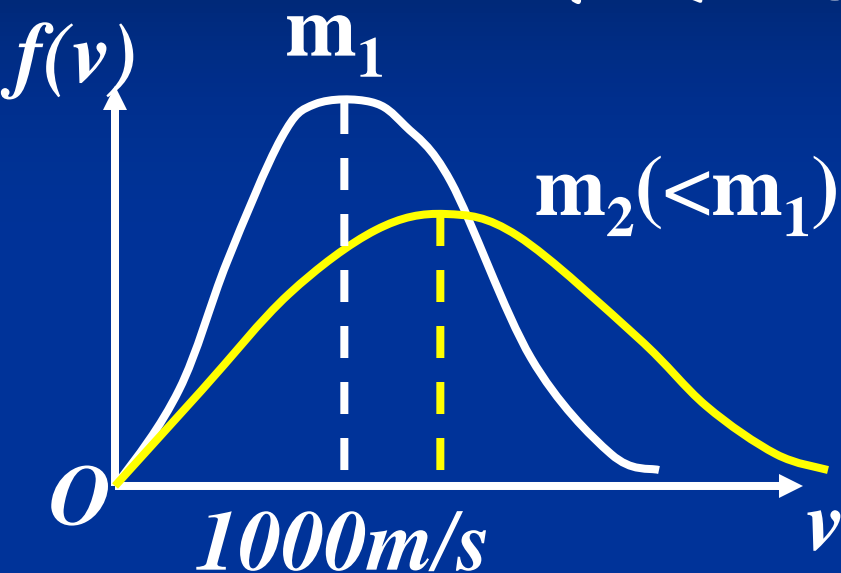
$$T_2 > T_1 \rightarrow v_{p2} > v_{p1}$$

$$\int_0^{\infty} f(v) dv = 1$$

【思考】 画出相同温度不同 m 气体的速率分布。

$$v_p \approx 1.41\sqrt{RT/\mu}$$

相同温度不同 m 气体的速率分布:



$$m_1 > m_2 \rightarrow v_{p1} < v_{p2}$$

若左图两曲线分别为 H_2 、 He 的速率分布曲线，则氢分子的 $v_p = 1414 \text{ m/s}$

氦分子的 $v_p = 1000 \text{ m/s}$

$$\frac{v_{p(\text{H}_2)}}{v_{p(\text{He})}} = \frac{\sqrt{\mu_{\text{He}}}}{\sqrt{\mu_{\text{H}_2}}} = \sqrt{\frac{4}{2}} = \sqrt{2}$$

已知速率分布函数  求速率的各种平均值

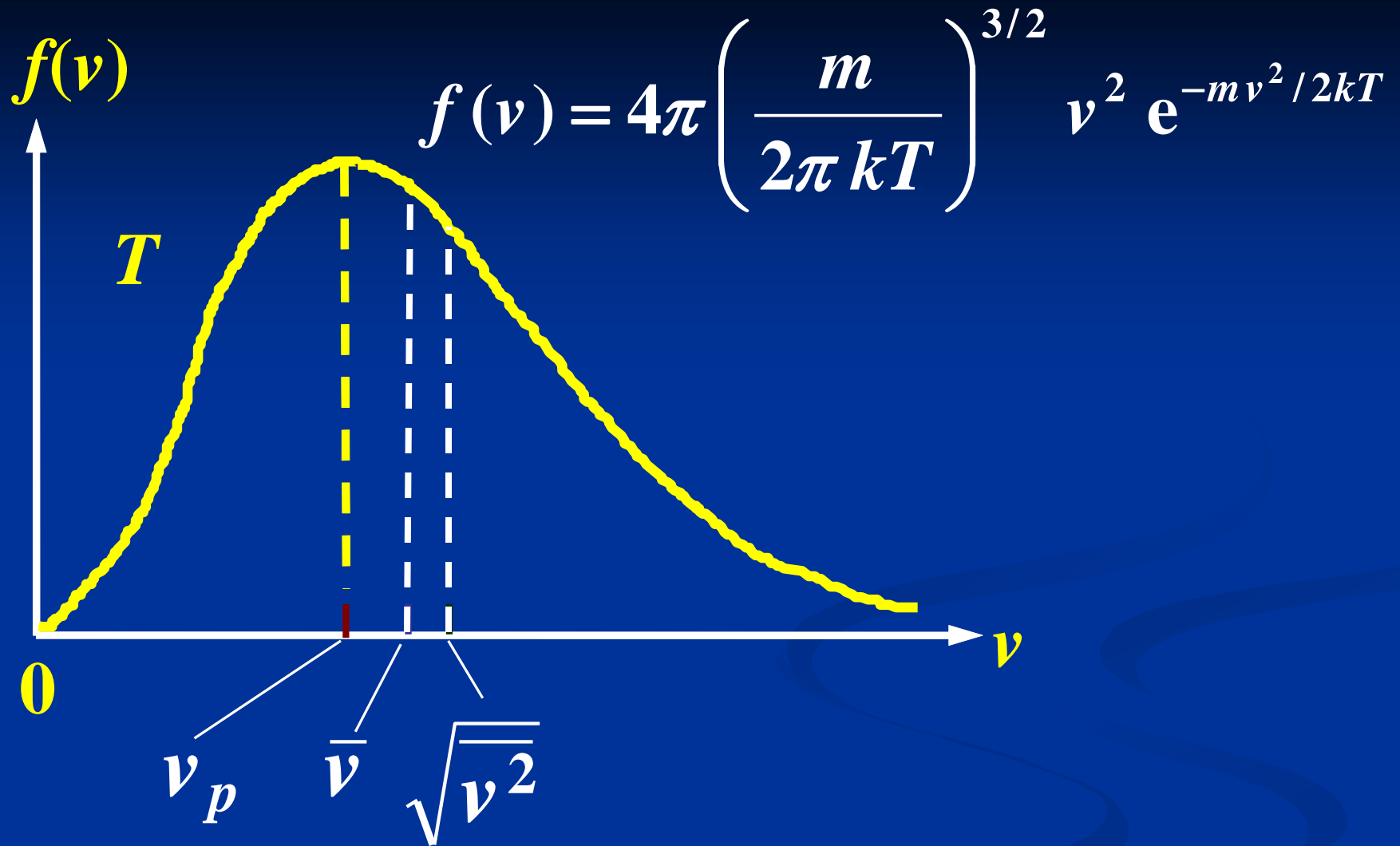
平均速率：

$$\bar{v} = \frac{\int_0^{\infty} v dN}{N} = \int_0^{\infty} v f(v) dv = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi \mu}} \approx 1.60 \sqrt{\frac{RT}{\mu}}$$

方均根速率：

$$\overline{v^2} = \frac{\int_0^{\infty} v^2 dN}{N} = \int_0^{\infty} v^2 f(v) dv = \frac{3kT}{m} = \frac{3RT}{\mu}$$

$$v_{rms} = \sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3RT}{\mu}} \approx 1.73 \sqrt{\frac{RT}{\mu}}$$



$$v_p : \bar{v} : \sqrt{v^2} = 1.41 : 1.60 : 1.73 \quad \text{Why?}$$

$$\frac{dN}{N} = f(v)dv = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} v^2 e^{-mv^2/2kT} dv$$

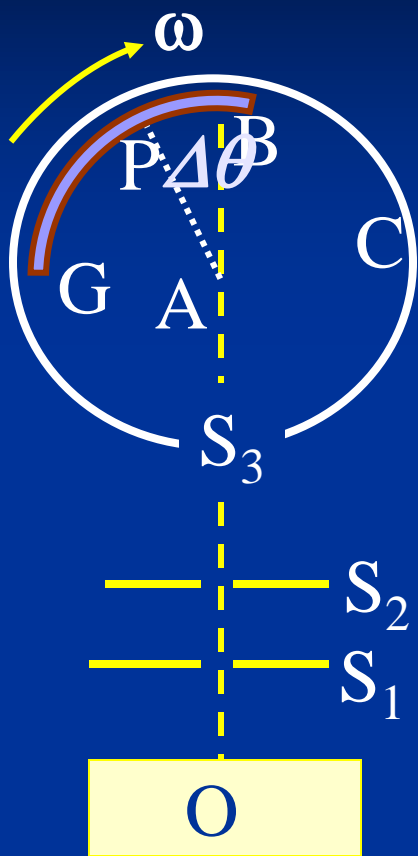
麦克斯韦速率分布的约化形式：

$$\text{令 } x = \frac{v}{v_p}, dx = \frac{dv}{v_p} \quad v = v_p x, dv = v_p dx$$

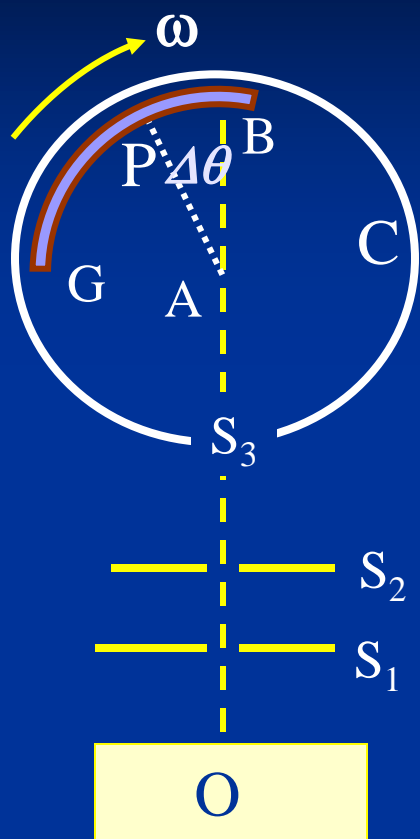
$$\frac{dN}{N} = f(v)dv$$

$$= f(x)dx = \frac{4}{\sqrt{\pi}} e^{-x^2} x^2 dx$$

二、气体分子速率的实验测定



- 1、银原子从小炉O上小孔以速率 v 逸出；
- 2、狭缝 S_1 , S_2 使原子束准直通过狭缝 S_3 ；
- 3、圆筒C以角速度 ω 旋转；
- 4、不同速率的原子束→玻璃板G上不同位置。
- 5、沉积厚度→原子数



设圆筒直径为 D ，撞击点 P 离 B 距离为 L

则分子穿越直径 D 的时间为 $\Delta t = D/v$

Δt 时间内 P 点的角位移 $\Delta\theta = \omega\Delta t$

$$L = D\Delta\theta/2 = \omega D^2/(2v)$$

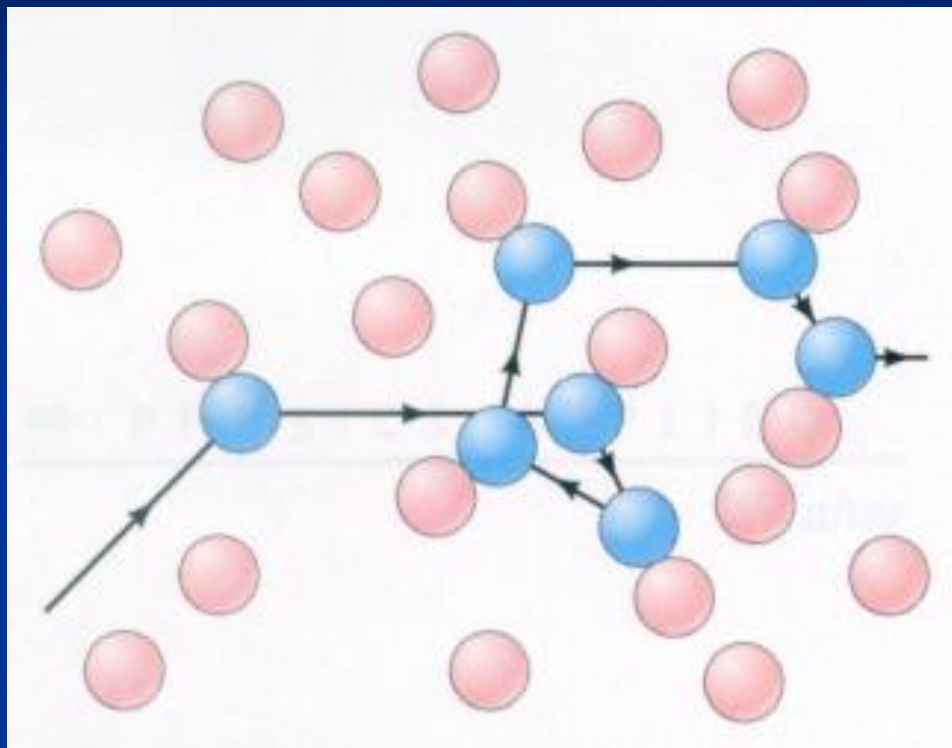
$$\rightarrow v = \omega D^2 / (2L)$$

§ 11.7 气体分子的平均自由程

碰撞，非平衡态→平衡态，起重要作用。
连续两次碰撞间自由路程 — 无规则性

统计平均值

— 有规律，表示碰撞的基本特征。



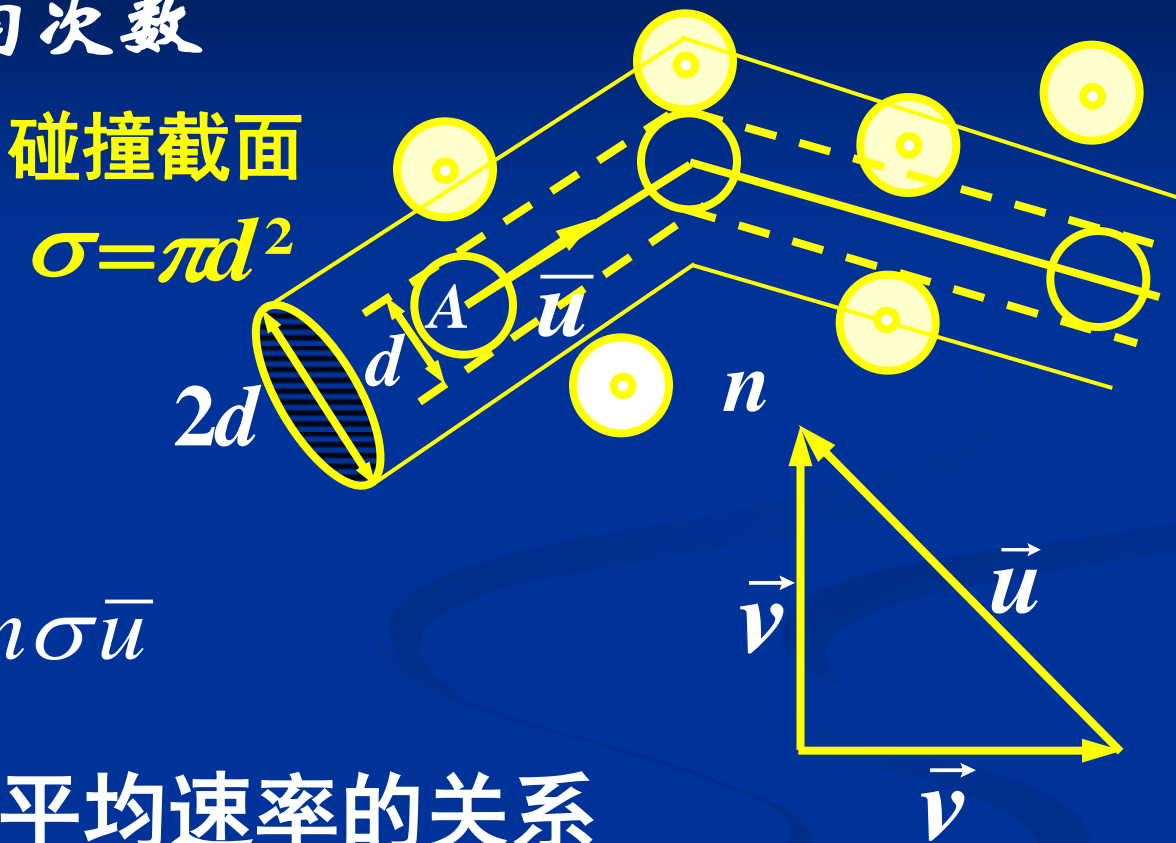
\bar{z} — 平均碰撞频率：一个分子单位时间内所受碰撞的平均次数

设 A 以平均相对速率 \bar{u} 相对其它分子运动, 其它分子静止。

$$\bar{z} = \frac{n\sigma\bar{u}\Delta t}{\Delta t} = n\sigma\bar{u}$$

平均相对速率和平均速率的关系

$$\bar{u} = \sqrt{2}\bar{v} \quad \bar{z} = n\sigma\bar{u} = \sqrt{2}\pi d^2 n \bar{v}$$



平均自由程： 气体分子在连续两次碰撞间所可能经过的各段自由路程的平均值

$$\bar{\lambda} = \frac{\bar{v} \Delta t}{\bar{z} \Delta t} = \frac{\bar{v}}{\bar{z}} \quad \bar{v} \text{ — 平均速率}$$

$$\bar{\lambda} = \frac{\bar{v}}{\bar{z}} = \frac{1}{\sqrt{2} \pi d^2 n} \quad (p = nkT)$$

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

标准状态下空气分子 $d \approx 3.5 \times 10^{-10} \text{m}$

$$\bar{\lambda} = \frac{kT}{\sqrt{2}\pi d^2 p} = 6.9 \times 10^{-8} \text{m}$$

$$\bar{z} = \frac{\bar{v}}{\bar{\lambda}} = \frac{446.9}{6.9 \times 10^{-8}} \text{s}^{-1} = 6.5 \times 10^9 \text{s}^{-1}$$

真空度 10^{-4}mmHg 的灯泡内 (0°C), 空气的 $\bar{\lambda} \sim 1.6 \text{m}$, 大于灯泡的线度。气体分子已经很少碰撞。但这时

$$n = 3.5 \times 10^{12} \text{cm}^{-3}$$