第三节 经典统计在理想气体中的应用

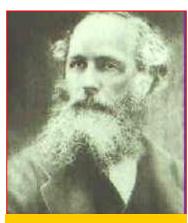
- 一、麦克斯韦分子速率分布定律
- 二、玻尔兹曼粒子按势能的分布定律
- 三、能均分定律 理想气体内能
- 四、分子碰撞的统计规律

一、麦克斯韦分子速率分布定律

1.定律内容

平衡态下, 无外力场作用时, 理想气体分子速率在v—v+dv间的概率为:

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



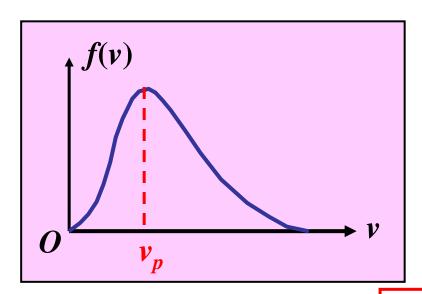
1831-1879

分布函数,即分子速率在v附近单位速率区间的概率为:

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

归一化条件:
$$\int_0^\infty f(v)dv = 1$$

2. 分布曲线



讨论:

(1) 气体分子速率:

$$0 < v < \infty \quad (0 < v < c)$$

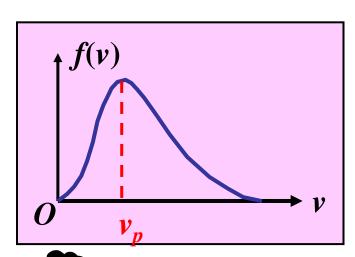
v很小和v很大的分子所占 比率小, 具有中等速率分子 所占比率大。

令:
$$\frac{\mathrm{d}f(v)}{\mathrm{d}v} = 0$$
 解得

令:
$$\frac{\mathbf{d}f(v)}{\mathbf{d}v} = \mathbf{0}$$
 解得 $v_p = \sqrt{\frac{2kT}{m}} = \sqrt{\frac{2kN_AT}{mN_A}} = \sqrt{\frac{2RT}{\mu}}$

ν,的意义: 若将ν分为相等的速率间隔,则在包含 V_p的间隔中的分子数最多。

ν_p:最概然速率,数量级:室温下10²~10³m·s⁻¹



最概然速率:

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

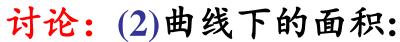
思考: 是不是速率正好等于 vp 的分子数最多?

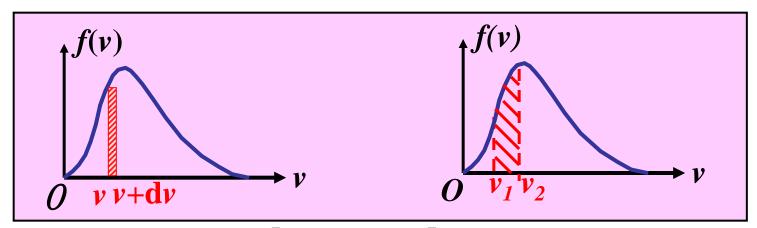
$$f(v_p) = \frac{dN}{Ndv}, \quad dN = f(v_p)Ndv$$

若 dv=0 则 dN=0

即:速率为vp的分子数为0。 因此:讨论它无意义

正确的说法: 若将 ν 分为相等的速率间隔,则在包含 ν_p 的间隔中的分子数最多。





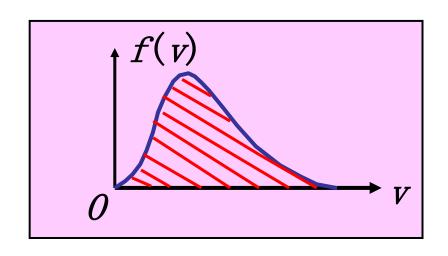
窄条:
$$f(v)dv = \frac{dN}{Ndv} \cdot dv = \frac{dN}{N}$$

表示分子速率在 v----v+dv 区间内的概率

部分:
$$\int_{v_1}^{v_2} dN = \frac{N_{v_1 \to v_2}}{N}$$

表示分子速率在火一火,区间的概率



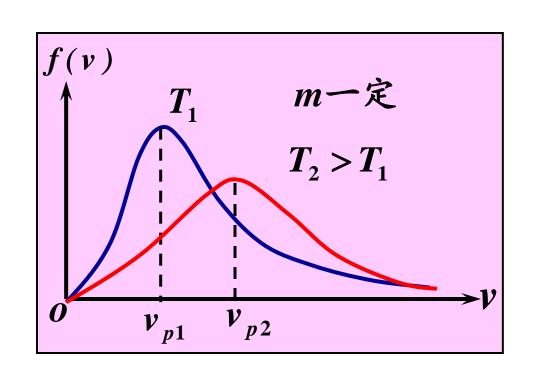


总面积:

$$\int_{0}^{\infty} f(v) dv = \frac{\int_{0}^{\infty} dN}{N} = \frac{N}{N} = 1 \quad \dots$$
 归一化条件

讨论: (3) 分布曲线随m,T变化

$$T \uparrow \qquad v_p = \sqrt{\frac{2kT}{m}} \uparrow$$

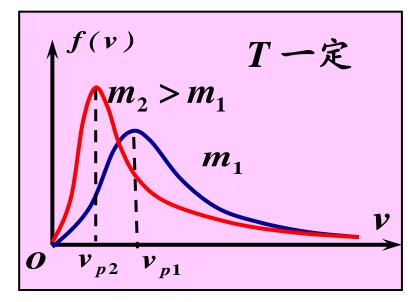


曲线峰值右移, 总面积不变, 曲线变平坦。

$$T-\mathcal{Z}, \quad m\uparrow \quad v_{p}=\sqrt{\frac{2kT}{m}}\downarrow$$

曲线峰值左移,总面积不变,曲线变尖锐。

3.分子速率的三种统计平均值



一般情况:
$$\overline{g}(v) = \int_{0}^{\infty} g(v) f(v) dv$$

(1)平均速率

$$\overline{v} = \int_{0}^{\infty} v f(v) dv = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi \mu}} \approx 1.60 \sqrt{\frac{RT}{\mu}}$$

$$\overline{g}(v) = \int_{0}^{\infty} g(v) f(v) dv$$

$$\bar{v} = \int_{0}^{\infty} v f(v) dv = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi \mu}} \approx 1.60 \sqrt{\frac{RT}{\mu}}$$

(2)方均根速率

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

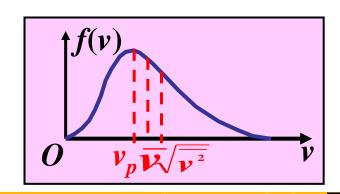
$$\sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3kT}{m}} = \sqrt{\frac{3RT}{\mu}} \approx 1.73 \sqrt{\frac{RT}{\mu}}$$

三者关系:

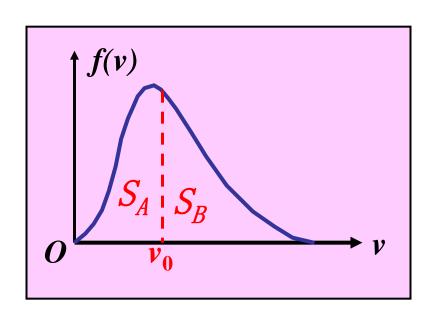
$$v_p < \overline{v} < \sqrt{\overline{v^2}}$$

(3)最概然速率 (最可几速率)

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



练习1 若 $S_A = S_B$,则下列答案中正确的是:



②
$$v_{0} = v_{p}$$
③ $v_{0} = \sqrt{\overline{v^{2}}}$
④ $N_{0-v_{0}} = N_{v_{0-\infty}} = \frac{1}{2}N$



Physics *

练习2 说明在平衡态下,下列各式的物理意义。

Nf(v)dv: 速率在 $v \rightarrow v + dv$ 区间的分子数.

nf(v)dv: 速率在 $v \rightarrow v + dv$ 区间的分子数密度.

 $\int_{v}^{\infty} f(v) dv$: 分子速率大于 v_p 的概率.

 $\int_{0}^{\nu_{p}} Nf(\nu) d\nu$: 速率小于 ν_{p} 的分子数.

physics *

练习3.

求平衡态下,速率在1,一1,区间的分子的平均速率。

解法一:
$$\overset{-}{v}_{\nu_{1}-\nu_{2}}=\int_{u}^{\nu_{2}}vf(v)dv$$



解法二:
$$\bar{v}_{v_1-v_2} = \frac{\int\limits_{v_1}^{v_2} v dN}{\int\limits_{v_1}^{v_2} dN} = \frac{\int\limits_{v_1}^{v_2} v N f(v) dv}{\int\limits_{v_1}^{v_2} N f(v) dv} = \frac{\int\limits_{v_1}^{v_2} v f(v) dv}{\int\limits_{v_1}^{v_2} f(v) dv}$$







$$\int_{v_{1}}^{v_{2}} vf(v) dv = \int_{v_{1}}^{v_{2}} v \frac{dN}{Ndv} dv = \frac{\int_{v_{1}}^{v_{2}} v dN}{N} = \frac{\int_{v_{1}}^{v_{2}} v dN}{V} = \frac{\int_{v_{1}}^{v_{2}} v dN}{$$

$$\int_{\frac{v_1}{v_2}}^{v_2} v dN = \int_{\frac{v_1}{N_{v_1 \to v_2}}}^{v_2} v dN = \overline{v}_{v_1 - v_2}$$

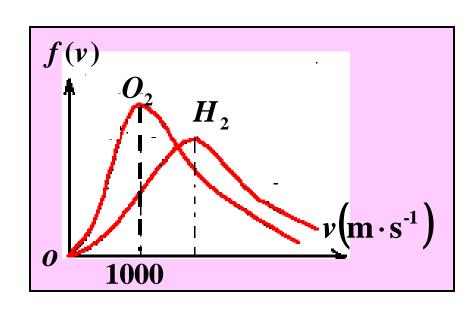






练习4

图示为氢分子和氧分子在相同温度下的麦克斯韦速率分布曲线,氢分子的最概然速率为 $4000 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$,氧分子的最概然速率为 $1000 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ 。



$$v_p = \sqrt{\frac{2RT}{\mu}}$$

$$\mu_{H_2} = \frac{1}{16} \mu_{o_2}$$

$$v_{p_{H_2}} = 4v_{p_{O_2}} = 4000 (\text{m.s}^{-1})$$

例题:处理理想气体分子速率分布的统计方法可用于金属中自由电子("电子气"模型),设导体中自由电子数为N,电子速率最大值为费米速率 V_F ,且已知电子速率在V—V+dV 区间概率为:

$$\frac{\mathrm{d}N}{N} = \begin{cases} Av^2 \mathrm{d}v & (v_F > v > 0) & A为常数\\ 0 & (v > v_F) \end{cases}$$

- 1. 由v_F定出A
- 2. 画出电子气速率分布曲线
- 3. \cancel{x} v_p $, \overline{v}$ $, \sqrt{\overline{v^2}}$

1.
$$f(v) = \frac{dN}{Ndv} = \begin{cases} Av^2 & (v_F > v > 0) \\ 0 & (v > v_F) \end{cases}$$

由归一化条件

$$\int_{0}^{\infty} f(v) dv = \int_{0}^{v_{F}} Av^{2} dv = \frac{A}{3}v_{F}^{3} = 1 \longrightarrow A = \frac{3}{v_{F}^{3}}$$

2.
$$f(v) = \begin{cases} \frac{3}{v_F^3} v^2 & (v_F > v > 0) \\ 0 & (v > v_F) \end{cases}$$

3.
$$v_p = v_F$$
; $v = \int_0^\infty v f(v) dv = \int_0^\infty v \cdot \frac{3}{v_F^3} \cdot v^2 dv = 0.75 v_F$

$$\overline{v^2} = \int_0^{v_F} v^2 \frac{3}{v_F^3} v^2 dv = 0.6 v_F^2 \qquad \sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{0.6} \ v_F \approx 0.77 v_F$$