大学物理(下)

华中科技大学 张智 zzhang@hust.edu.cn

第9章 气体动理论

- 理想气体的微观模型
 - 1) 分子本身大小忽略不计
 - 2)除碰撞外,分子间相互作用忽略不计
 - 3) 分子所受重力忽略不计
 - 4)分子间、分子与器壁间的碰撞是弹性碰撞
 - 5) 分子运动遵从经典力学规律
- 理想气体的状态方程: $\{PV = \nu R T\}$

第3节 理想气体的压强和温度

设长方体V 中有N个理想气体分子,单位体积有 n = N/V 个分子 每个分子质量为 m,

每个分子速度的大小、方向各不相同,热平衡下,分子与6个壁都要碰撞,各个面所受的压强相等。

将所有分子分成若干组,每组内分子的速度大小和 方向都相同:

第 i 组的分子数密度: n_i ,总分子数密度: $n = \sum_i n_i$

第 i 组的分子速度: \vec{v}_i , $\vec{v}_i = (v_{ix}, v_{iy}, v_{iz})$

1) 速度为 \vec{v}_i 的单个分子在一次碰撞中对器壁的作用

碰撞前速度: (v_{ix}, v_{iy}, v_{iz})

碰撞后速度: $(-v_{ix}, v_{iy}, v_{iz})$

碰撞前后动量改变: $\Delta P_i = -2mv_{ix}$

分子施于dA的冲量: $\Delta I_i = 2mv_{ix}$

2)dt时间内第i组分子施于dA的冲量取 v_i dt为斜高、dA为底的斜柱体

体积为: $v_{ix}dtdA$; 分子数为: $n_iv_{ix}dtdA$

dt内第i组分子施于dA的冲量:

 $dI_i = 2mv_{ix}n_iv_{ix}dtdA = 2mn_iv_{ix}^2dtdA$

所有分子施于dA的冲量:

$$dI = \sum_{i} dI_{i}$$

$$= \sum_{i} 2mn_{i}v_{ix}^{2}dtdA$$

2)dt时间内第i组分子施于dA的冲量取 v_i dt为斜高、dA为底的斜柱体

 $n_i v_i$, dt dA

体积为: $v_{ix}dtdA$; 分子数为: $n_iv_{ix}dtdA$

dt内第i组分子施于dA的冲量:

$$dI_i = 2mv_{ix}n_iv_{ix}dtdA = 2mn_iv_{ix}^2dtdA$$

所有分子施于dA的冲量:

$$dI = \sum_{i} dI_{i}$$

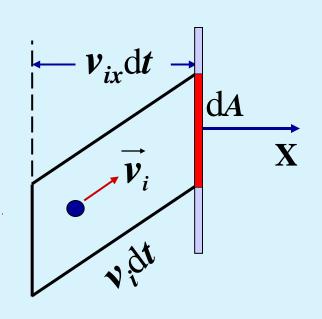
$$= \sum_{i} 2mn_{i}v_{ix}^{2}dtdA$$

上式中对 i 求和应理解为:

$$dI = \sum_{v_{in} > 0} 2mn_i v_{ix}^2 dt dA$$

按几率分布 $v_{ix}>0$, $v_{ix}<0$ 的分子数各占一半,故

$$dI = \frac{1}{2} \sum_{i} 2mn_{i}v_{ix}^{2} dt dA = \sum_{i} mn_{i}v_{ix}^{2} dt dA$$



根据冲量的定义: dI = F dt $\therefore F = \frac{dI}{dt}$ dA 上的压强: $P = \frac{F}{dA}$

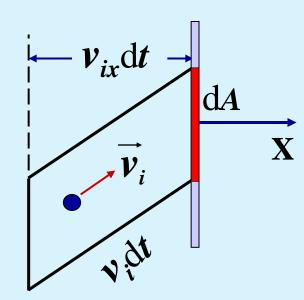
$$\therefore P = \frac{\mathrm{d}I}{\mathrm{d}t\mathrm{d}A} = \sum_{i} m n_{i} v_{ix}^{2} = m \left[\sum_{i} n_{i} v_{ix}^{2} \right] \cdot \frac{nV}{nV}$$

$$= \frac{nm \sum_{i} n_{i} V v_{ix}^{2}}{nV}$$

$$= \frac{\sum_{i} n_{i} V v_{ix}^{2}}{nV}$$

$$\therefore P = n m \overline{v_x^2}$$

$$\frac{1}{v_x^2} = \frac{\sum_{i} n_i V v_{ix}^2}{n V}$$



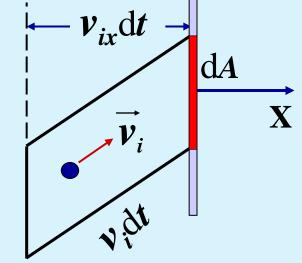
按几率分布 $v_{ix}>0$, $v_{ix}<0$ 的分子数各占一半,故

$$dI = \frac{1}{2} \sum_{i} 2m n_{i} v_{ix}^{2} dt dA = \sum_{i} m n_{i} v_{ix}^{2} dt dA$$

x方向特殊吗?

同理可得:

否!



$$P=nm\overline{v_y^2}$$

$$\therefore \mathbf{P} = \mathbf{rem} \overline{\mathbf{v}} \overline{\mathbf{p}} \overline{\mathbf{v}} \overline{\mathbf{v}}^{2}$$

以上三式相加可得:

$$3P = nm(\overline{v_x^2 + \overline{v_y^2 + \overline{v_z^2}})$$

$$= nm(\overline{v_x^2 + v_y^2 + \overline{v_z^2}}) = nm\overline{v^2} \quad 故: P = \frac{1}{2}nm\overline{v^2}$$

$$P = \frac{1}{3}nmv^2$$

$$P = \frac{1}{3}nm\overline{v^{2}} = \frac{2}{3}n(\frac{1}{2}m\overline{v^{2}}) = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon_{t}}$$

$$P = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon_{t}}$$
(分子的)

 $\overline{\mathcal{E}}_t = \frac{1}{2}m\overline{v^2}$ (分子的平均平动动能)

宏观量

微观量

- (1) 压强公式把宏观量P与微观量 $n \times \varepsilon_t$ 联系起来了,揭示了宏观量和微观量的关系。
- (2) P的意义:大量分子与器壁不断碰撞的结果,是 统计平均值,对单个分子谈压强没有意义。

$$3P = nm(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2)$$

$$= nm(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2) = nmv^2$$
 故:
$$P = \frac{1}{3}nmv^2$$

$$P = \frac{1}{3}nm\overline{v^2} = \frac{2}{3}n(\frac{1}{2}m\overline{v^2}) = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon_t}$$

$$P = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon_t}$$

 $\overline{\mathcal{E}_t} = \frac{1}{2}m\overline{v^2}$ (分子的平均平动动能)

宏观量

微观量

- (1) 压强公式把宏观量P与微观量 $n \times \varepsilon_t$ 联系起来了,揭示了宏观量和微观量的关系。
- (2) P的意义:大量分子与器壁不断碰撞的结果,是 统计平均值,对单个分子谈压强没有意义。

利用理想气体状态方程 P = nkT

还可讨论理想气体的温度与微观量的关系。

$$P = \frac{1}{3}nm\overline{v^2} = \frac{2}{3}n(\frac{1}{2}m\overline{v^2}) = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon_t}$$
 $\overline{\varepsilon_t} = \frac{1}{2}m\overline{v^2}$ (分子的平均平动动能) $P = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon_t}$

宏观量

微观量

6. 理想气体的温度

最直接反映热运动的剧烈程度的是平均速率。

温度T 是统计平均值,是大量微观分子热运动的集体表现, 谈论一个分子的温度没有意义。

温度的微观实质:

温度是物体内部分子无规则运动的剧烈程度的标志。

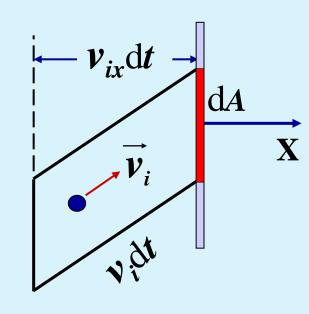
● 小结: 理想气体的压强、温度

$$P = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon}_t$$

$$\overline{\varepsilon_t} = \frac{3}{2}kT$$

$$P = \frac{1}{3}nmv^{2}$$

$$\overline{\varepsilon_{t}} = \frac{1}{2}mv^{2}$$



问题: 若器壁不是平面的,公式是否仍成立呢? (A)

- A. 成立 B. 不成立 C. 要看具体情况

问题:对单个分子谈压强和温度有没有意义? (

- A. 有意义 B. 无意义 C. 仅对理想气体有意义

P和T是大量分子的统计平均值,对单个分子谈压强、温度没有意义。

7. 方均根速率 (分子速率的一种统计平均值)

曲:
$$\overline{\varepsilon}_t = \frac{1}{2}m\overline{v^2}$$
 和 $\overline{\varepsilon}_t = \frac{3}{2}kT \longrightarrow \overline{v^2} = \frac{3kT}{m}$

$$\sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3kT}{m}}$$

T= 0°C 时:

氧气分子
$$\sqrt{v^2}$$
 =461 m/s

氢气分子
$$\sqrt{v^2} = 1.84 \times 10^3 \,\text{m/s}$$

$$\frac{\overline{\varepsilon_t}}{\overline{\varepsilon_t}} = \frac{3}{2}kT$$

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

$$P = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon}_t$$

$$P = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon_t} \qquad P = \frac{1}{3}nmv^2$$

大学物理课程(二)考试试卷(8)

- 一、选择题
- 1. 一理想气体的压强为 p,质量密度为 p,则其方均根速率为

(A)
$$\sqrt{\frac{p}{3\rho}}$$
 (B) $\sqrt{\frac{3p}{\rho}}$ (C) $\sqrt{\frac{p}{2\rho}}$ (D) $\sqrt{\frac{2p}{\rho}}$

例:(1) 在一个具有活塞的容器中盛有一定的气体。如果压缩气体并对它加热,使它的温度从27℃升到177℃,体积减少一半,求气体压强变化多少?

(2) 这时气体分子的平均平动动能变化多少?

解: (1)
$$\frac{p_1 V_1}{T_1} = \frac{p_2 V_2}{T_2}$$

$$pV = vRT$$

$$p_2 = \frac{V_1 T_2}{V_2 T_1} p_1$$

$$V_1 = 2V_2$$

$$p_2 = \frac{2V_2 \times (273 + 177)}{V_2 \times (273 + 27)} p_1 \Rightarrow \frac{p_2}{p_1} = 3$$

(2)
$$\overline{\varepsilon_t} = \frac{3}{2}kT \Rightarrow \Delta\overline{\varepsilon_t} = \frac{3}{2}k\Delta T = \frac{3}{2}k(177 - 27) = \cdots$$

$$\overline{\varepsilon_t} = \frac{3}{2}kT$$

作业: 9—T1、T2

(习题册上)

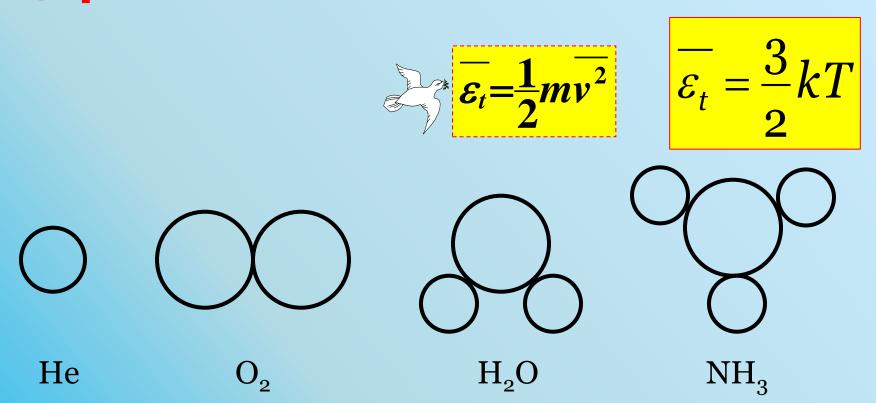
课后教案将发到公共邮箱phys109@126.com,不在课间拷贝。

交作业:每周星期四。

作业要求

- 1. 独立完成作业。
- 2. 图和公式要有必要的标注或文字说明。
- 3. 作业纸上每次都要写学号(或学号末两位)。
- 4. 课代表收作业后按学号排序,并装入透明文件袋。
- 5. 每周四交上周的作业。迟交不改。
- 6. 作业缺交三分之一及以上者综合成绩按零分计。

第4节 能均分定理 理想气体的内能



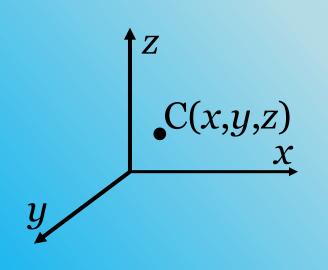
除了平动动能,分子还具有转动动能,以及分子内部原子之间的振动能量。为了讨论平衡态下分子的转动能量和振动能量,需引入分子自由度的概念。

1. 气体分子的自由度

自由度:决定一物体的空间位置所需要的独立坐标数,

它是描述运动自由程度的物理量,通常由i表示。

1) 单原子分子,如氦(He)、氖(Ne)......



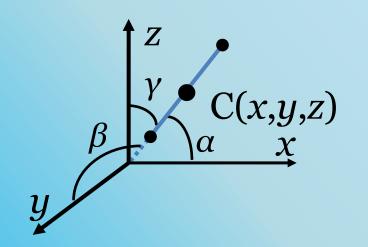
确定一质点位置 (x, y, z)

需要3个独立坐标数

即:自由度为3

----称平动自由度i=t=3

- 2) 双原子分子,如氦 (H_2) 、氧(Ne)、一氧化碳(CO)
 - a) 刚性双原子分子



首先确定质心的位置→确定线的方位,

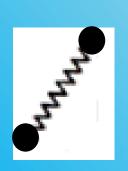
需 t=3 个平动自由度

 $\because \cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$

转动自由度: r=2

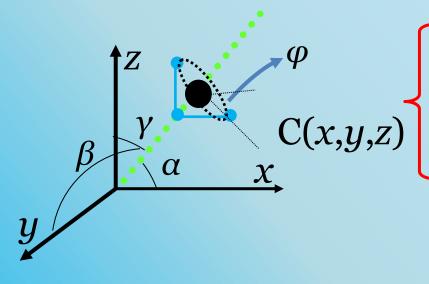
所以,刚性双原子分子的自由度为: i = t+r = 3+2=5

b) 非刚性双原子分子





- 3) 多原子分子,如水(H_2O)、二氧化碳(CO_2)……
 - a) 刚性多原子分子



确定刚性多原子分子一条轴线要5个 自由度: t=3、r=2

确定刚性多原子分子绕<mark>过质心的轴</mark>转 过的角度加1个自由度: r=1

所以,刚性多原子分子的自由度数:

$$i = t + r = 3 + 3 = 6$$

b) 非刚性多原子分子

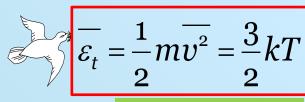


$$i = t + r + s = 3 + 3 + 3 = 9$$

包含n个原子的非刚性分子的自由度

$$i = t + r + s = 3 + 3 + (3n - 6) = 3n$$

2. 能量按自由度均分定理



(1) 分子平均平动动能 $\overline{\mathcal{E}_t}$ 与平动自由度

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

$$\frac{1}{2}m\overline{v_{x}^{2}} = \frac{1}{2}m\overline{v_{y}^{2}} = \frac{1}{2}m\overline{v_{z}^{2}} = \frac{1}{3}(\frac{1}{2}m\overline{v^{2}}) = \frac{1}{3}\frac{1}{\varepsilon_{t}} = \frac{1}{2}kT$$

每个平动自由度上都得到相同的平均平动动能: $\frac{1}{2}kT$

这是由于分子无规则运动中不断碰撞的结果。

(2) 分子平均动能与自由度

经典统计理论证明:在一定温度T的平衡态下,分子在每

个自由度上(平动、转动、振动)都有一份相同的平均

动能,其值为: $\frac{1}{2}kT$ 能量按自由度均分定理

具有i个自由度的分子,其总平均动能: $\frac{-1}{\varepsilon_k} = \frac{1}{2}kT$

具有i 个自由度的分子,其总平均动能

刚性双原子分子

$$i = t + r = 5$$

分子总平均动能为:

$$\overline{\varepsilon_k} = \frac{5}{2}kT$$

非刚性双原子分子

$$i = t + r + s = 6$$

$$- 6$$

$$\varepsilon_{r} = -kT$$

分子总平均动能为:

$$\overline{\varepsilon_k} = \frac{6}{2}kT$$

刚性三原子分子

$$i = t + r = 6$$

分子总平均动能为:

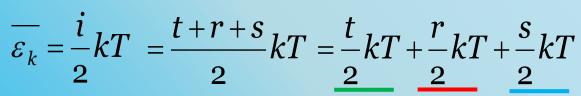
$$\frac{-}{\varepsilon_k} = \frac{6}{2}kT$$

分子平均动能的总和一般形式为:

 $\frac{-i}{\varepsilon_k} = \frac{i}{2}kT$

平均转动动能

平均振动动能



动能按自由度均分的原理体现的是统计规律。

3. 理想气体的内能

理想气体分子的平均总能量:

分子平均动能的总和(平动、转动、振动)原子间振动平均势能的总和

理想气体的内能:

分子平均动能的总和

$$\overline{\varepsilon_k} = \frac{t+r+s}{2}kT$$

原子间振动平均势能的总和

$$\overline{\varepsilon_p} = \frac{s}{2}kT$$

如果把分子内原子之间的微振动近似看成谐振动, 由振动学理论可以证 明: 谐振动一个周期内, 平均振动动能与平均振动势能相等。

一个分子的平均总内能为:
$$\varepsilon = \varepsilon_k + \varepsilon_p = \frac{t + r + 2s}{2}kT$$

$$\frac{-}{\varepsilon} = \frac{t+r+2s}{2}kT$$

把分子的"总自由度"看成:

$$i = t + r + 2s$$
 (非刚性分子才有 s)

一个分子的平均总内能可表示为:

$$\frac{-\varepsilon}{\varepsilon} = \frac{i}{2}kT = \frac{t+r+2s}{2}kT$$

能量按"自由度"均分

 $\varepsilon = \frac{i}{2}kT$

 $R = 8.31 \,\mathrm{J \cdot mol}^{-1} \cdot \mathrm{K}^{-1}$

--气体普适常数

$$k = \frac{R}{N_A}$$

*1摩尔理想气体的内能为:

$$\overline{E_{mol}} = N_A \cdot \overline{\varepsilon} = N_A \cdot \frac{i}{2} kT = \frac{i}{2} RT$$

 $N_A = 6.022 \times 10^{23} \text{mol}^{-1}$ —阿伏加德罗常量

* v 摩尔理想气体的内能为:

$$E = \frac{i}{2} \nu RT$$

一定质量的某种理想气体的内能,只取决于分子的自由度i和气体的温度T,与气体的体积、压强无关。

即:理想气体的内能是温度的单值函数。

$$E = \frac{i}{2} vRT$$

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

对双原子分子气体:

刚性分子

非刚性分子

$$E = \frac{t+r}{2} \nu RT = \frac{5}{2} \nu RT$$

$$E = \frac{t + r + 2s}{2} vRT$$
$$= \frac{7}{2} vRT$$

例: 一个能量为10¹²eV的宇宙射线粒子射入氖管中,氖管中含有氖气0.01mol,如果宇宙射线粒子的能量全部被氖气分子所吸收而变为热运动能量,氖气温度能升高几度?

解:将氖管中含有的氖气视为理想气体。

$$\therefore E = \frac{i}{2} \nu R T \qquad \therefore \Delta E = \frac{i}{2} \nu R \Delta T \qquad E = \frac{i}{2} \nu R T$$

$$\Delta T = \frac{2\Delta E}{i\nu R}$$

$$= \frac{2\Delta E}{3\nu R} = \frac{2\times 1.6\times 10^{-7}}{3\times 0.01\times 8.31} = 1.28\times 10^{-6} \text{K}$$

例: 一篮球充气后,其中有氮气8.5g。温度为17°C,在空气中以65km/h的高速 飞行。求:

- (1)一个氮分子(设为刚性分子)的热运动平均平动动能、平均转动动能和平均总动能;
 - (2) 球内氮气的内能;
 - (3) 球内氮气的轨道动能。

解: (1)
$$\overline{\varepsilon_t} = \frac{i}{2}kT = \frac{3}{2}kT = \frac{3}{2}\times1.38\times10^{-23}\times(273+17) = 6.00\times10^{-21} \text{J}$$

$$\overline{\varepsilon_r} = \frac{2}{2}kT = 1.38\times10^{-23}\times(273+17) = 4.00\times10^{-21} \text{J}$$

$$\overline{\varepsilon_k} = \frac{5}{2}kT = 10.00\times10^{-21} \text{J}$$

(2)
$$E = \frac{m}{M} \times \frac{5}{2} RT = \frac{8.5 \times 10^{-3} \times 5 \times 8.31 \times 290}{28 \times 10^{-3} \times 2} = 1.83 \times 10^{3} \text{ J}$$

(3)
$$E_k = \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2} \times 8.5 \times 10^{-3} \times \left(\frac{65 \times 10^3}{3600}\right)^2 = 1.39 \text{ J}$$

例: 容器内有11.00kg二氧化碳和2.00kg氢气(均视为刚性分子气体)。已知混合气体的内能为8.10×10⁶J。求(1)混合气体的温度;(2)两种气体分子各自的平均动能。

解: (1) 混合气体的内能
$$E = \frac{l_1}{2} \frac{m_1}{\mu_1} RT + \frac{l_2}{2} \frac{m_2}{\mu_2} RT$$

$$T = \frac{2E}{\frac{m_1}{\mu_1} i_1 R + \frac{m_2}{\mu_2} i_2 R}$$

$$= \frac{2 \times 8.10 \times 10^6}{(\frac{11}{44} \times 6 + \frac{2}{2} \times 5) \times 10^3 \times 8.31} \approx 300 \text{ K}$$

例: 容器内有11.00kg二氧化碳和2.00kg氢气(均视为刚性分子气体)。已知混合气体的内能为8.10×10⁶J。求(1)混合气体的温度;(2)两种气体分子各自的平均动能。

解: (2)
$$\overline{\varepsilon}_{k,1} = \frac{6}{2}kT = 3kT$$

$$= 3 \times 1.38 \times 10^{-23} \times 300$$

$$= 1.24 \times 10^{-20} \text{ J}$$

$$\overline{\varepsilon}_{k,2} = \frac{5}{2}kT = \frac{5}{2} \times 1.38 \times 10^{-23} \times 300$$

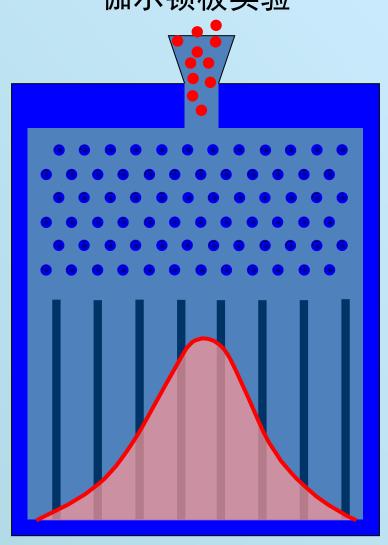
$$= 1.04 \times 10^{-20} \text{ J}$$

第5节 气体分子的速度与能量分布

伽尔顿板实验

气体中每个分子的运动无规可循,具有极大的偶然性,但整体上来看,却存在着一定的规律。

这种对大量偶然事件的整体 起作用的规律称为**统计规律**。



1. 麦克斯韦速率分布律

1) 方均根速率

$$\overline{\varepsilon_t} = \frac{1}{2}m\overline{v^2} = \frac{3}{2}kT$$

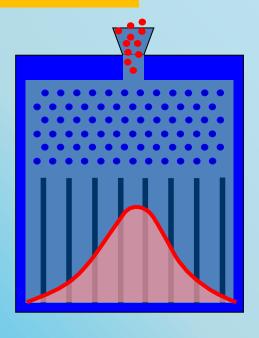
$$\sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3kT}{m}}$$

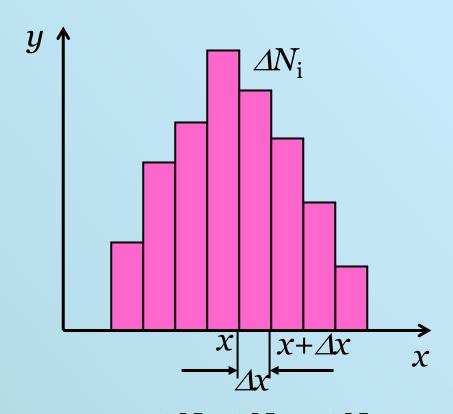
方均根速率是分子速率的一种统计平均值,它给出了一个在给定温度下气体分子速率的一般概念。

当
$$T$$
一定, m 大 $\sqrt{\overline{v^2}}$ 小; m 小 $\sqrt{\overline{v^2}}$ 大

例:
$$T=0^{\circ}$$
C 时, 氧气分子 $\sqrt{\overline{v}^2}=461 \text{ m/S}$ 氢气分子 $\sqrt{\overline{v}^2}=1.84 \times 10^3 \text{ m/S}$

2) 分布函数





每个槽内的小球数与总数之比(概率): $\frac{\Delta N_1}{N}, \frac{\Delta N_2}{N} ... \frac{\Delta N_i}{N}$

比值与狭槽的位置和狭槽的宽度有关: $\frac{\Delta N_i}{N} = f(x) \Delta x \implies f(x) = \frac{\Delta N_i}{N \Delta x}$

f(x)是概率关于位置的函数

即:分布函数

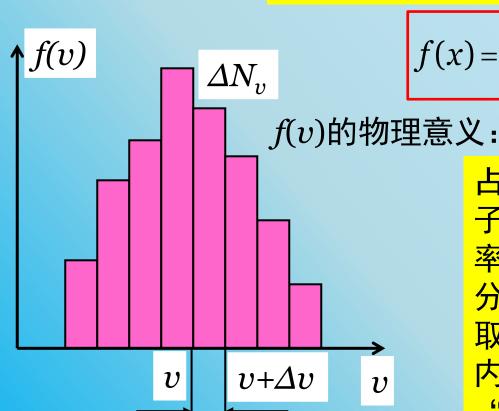
$$f(x) = \frac{\Delta N_i}{N\Delta x}$$



$$f(x) = \frac{dN_i}{Ndx}$$

f(x)的物理意义:

表示处在x附近,单位间隔内的小球数 占总数的百分比。



$$f(x) = \frac{dN_i}{Ndx}$$

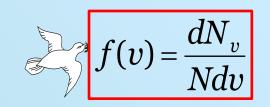


$$f(v) = \frac{dN_v}{Ndv}$$

占有体积为V的N个气体分 子中速率介于少附近单位速 率范围内的分子数 dN_n 占总 分子数N的比,或分子速率 取值在心附近单位速率间隔 内的概率,可以称f(v)为 "概率密度"。一般也称为 分子的**速率分布函数**。

3) 麦克斯韦按速率分布律

a) 表达式



处在温度为T 平衡态下,理想气体分子速率在 $v\sim v+dv$ 之间的分子数 dN_v 占总分子数的百分比为:

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

这个规律称为麦克斯韦速率分布律

与前式联立有:

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

麦克斯韦速率分布函数

它表示:处在温度为T的平衡态下的气体,处于v 附近的单位速率区间的分子数占总分子数的比率,或概率密度。

推导见:大学物理学 第二册 《热学》第二版, P53, 张三慧 主编, 清华大学出版社 《热力学与统计物理》, 薛增泉 编著, 北京大学出版社