第20章 气体分子动理论

分子动理论的实验基础:

- (1) 宏观物体是由大量微观粒子—分子或原子组成的,分子之间存在着一定的空隙。
- (2) 分子间有一定的相互作用力(引力或斥力)。
- (3) 物体内的分子都在不停地作无规则运动,其激烈程度 与物体温度有关。
- 如: 气、液、固体间的扩散现象; 著名的布朗运动等。

分子力的作用将使分子在空间形成某种规律分布,而分子无规则运动将破坏这种规律分布。

- 1 平衡态、状态参量
- 2 理想气体状态方程
- 3 压强和温度的统计解释
- 4 能量均分原理、理想气体的内能
- 5 气体分子速率的统计分布律
- 6 气体分子的平均碰撞频率和平均自由程
- 7 真实气体的范德瓦尔斯方程
- 8*气体内的输运现象及其宏观规律

平衡态、状态参量

1、平衡状态:

当一个热力学系统:

- (1) 与外界没有能量的交换;
- (2) 系统内的热运动能量不转变为其他形式的能量。则经过足够长时间后,系统内各处的压强 P、温度 T、分子数密度 n 等均相等并保持不变——平衡状态。
- 注: ▶只有处于平衡状态的气体,才可用P、V、T三个 状态参量来描述。
 - ▶处于宏观平衡态的系统,其内部无规则热运动并未停止,称为热动平衡。

2、状态参量:

(1) 体积V: 气体分子所能到达的空间范围(而不是气体分子 体积的总和)。

单位: m^3 $1 m^3 = 10^3 dm^3 (10^3 L) = 10^6 cm^3$

(2) 压强 P: 大量气体分子碰撞容器壁而在容器壁单位面积 上产生的宏观正压力。

单位: ① 帕斯卡(Pa): 1Pa=1N/m²

② 标准大气压(atm): 1 atm =1.013 × 105 Pa

③ 厘米汞高(cmHg): 76 cmHg = 1 atm

(3) 温度T、t: 表征物体冷热程度的物理量。微观上: 它是 物体内部分子热运动激烈程度的量度。

温度的比较:

热力学第零定律: 若系統4与系統B分别与系統C的同一状态处于热平衡(无热量交换),则将4、B热接触时也必处于同一热平衡。





A B 热平衡

热力学第零定律给温度的测量提供了操作的标准,即当两个物体处于同一热平衡状态时,它们具有相同的温度。

温度的数值表示法—温标:

经验温标: 以某物质的某一特性随温度变化为依据而确定 的温标。

(i) 摄氏温标 t (°C - 摄氏度):

以水的冰点(冰、水在1atm下平衡时的温度)为0°C,以水的汽点(水、水蒸气在1atm下平衡时的温度)为100°C。

优点: 使用方便。

缺点: 不能作精确测量; 测温范围受液体凝固点和沸点的

限制;与不同测温物质的性质有关。例子:水银温度计、酒精温度计等。

(ii) 理想气体温标 T (K—开尔文):

以气体的压强或体积随温度的变化而确立的温标。

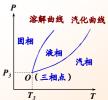
根据气体的实验定律(见下一节):

$$PV \propto T$$
 $T = T_3 \frac{PV}{P_3 V_3}$

式中, T_3 和 P_3 为水、冰、水汽共存平衡 (水的三相点)时的温度和压强:

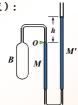
$$T_3 = 273.16 \text{ K}$$
 (定义)

$$P_3 = 4.581 \text{ mmHg} \approx 610 \text{ Pa}$$



定体气体温度计(保持容器B的体积不变):

$$T = T_3 \frac{PV}{P_3 V_3} = 273.16 \frac{P}{P_3}$$



优点:

①灵敏度高、精确;

- ②测温范围较大(用低压3He气体可测量低至0.5 K的低温);
- ③采用不同气体时,测温的一致性好。

绝对温标:建立在热力学第二定律的基础上,完全不受测温物体及其具体性质的影响。

(iii) 热力学温标 T(K):

可以证明: 在理想气体温标能确定的范围内, 理想气体温标与热力学温标是相等的。

引入理想气体温标后,摄氏温标重新定义为:

$$t = T - 273.15$$

即规定热力学温标的273.15K为摄氏温标的0度。

热力学第三定律: 热力学零度 (绝对零度) 是不能达到的。

目前采用激光冷却法得到的最低温度为2.4×10-11K

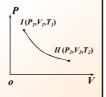
3、平衡过程:

系统从一个平衡状态变化到另一个平衡状态的过渡方式称 为过程。

若过程的所有中间状态都无限接近于平衡状态,则该过程 称为平衡过程或准静态过程。

平衡过程可用P—V(P—T, V—T)图 上的一条曲线表示, 而曲线上的每一 点都表示一个平衡状态。

平衡过程是一个变化无限缓慢的过程, 但许多实际过程可近似当作平衡过程来处理。



理想气体状态方程

气体的压强 P、体积V、温度T之间存在的关系方程:

$$f(P,V,T)=0$$

称为<mark>气体的状态方程</mark>。当气体压强不太大、温 度不太低时,气体符合三个实验定律。

1、气体的实验定律:

(1) <u>玻意耳定律</u>: 对等温过程(T不变)

(2) <u>查理定律</u>: 对等容过程(V不变)

$$\frac{P}{T} = 常量$$

(3) 盖·吕萨克定律: 对等压过程 (P不变)

$$\frac{V}{T} = \%$$

严格服从这三条定律的气体称为理想气体。

实际气体当压强不太大时都可近似看作理想气体。

2、理想气体状态方程:

设质量为M千克的理想气体从任意平衡态(P, V, T)变化到 $(P_{\theta}, V_{\theta}, T_{\theta}).$

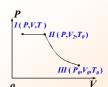
总可以假设该气体经过如图所示的准静态过程。

$$\frac{V}{T} = \frac{V_2}{T_0}$$

II→III: 由玻意耳定律

$$PV_2 = P_0 V_0$$

所以:
$$\frac{PV}{T} = \frac{P_0 V_0}{T_0}$$



根据阿伏伽德罗定律: 1mol (摩尔) 任意气体在标准状态 (P₀=1.013×10⁵Pa、T₀=273.15K) 下占有相同的体积:

$$V_{mol} = 22.4 \ dm^3 \ (L)$$

所以:
$$\frac{PV}{T} = \frac{P_0 V_0}{T_0} = \frac{M}{M_{mol}} \frac{P_0 V_{mol}}{T_0} = \frac{M}{M_{mol}} R$$

式中: $v = \frac{M}{M_{mol}}$ 称为摩尔数或物质的量。

理想气体状态方程:
$$PV = \frac{M}{M_{mil}}RT = vRT$$

理想气体状态方程的另一种形式:

设M千克理想气体的总分子数为N,每一分子质量为m,则 由理想气体状态方程:

$$P = \frac{1}{V} \frac{M}{M_{mod}} RT = \frac{1}{V} \frac{Nm}{N_A m} RT = \frac{N}{V} \frac{R}{N_A} T$$

式中: N₄=6.022 × 10²³ 1/mol 为阿伏伽德罗常数。

理想气体状态方程又可表示为: P=nkT

*例题 设空气的温度不随高度变化,求:大气压 强P随高度h的变化。

在高为h处取一底面积为S,高为dh的薄层空气。 由力学平衡条件:

$$(P+dP)S + \rho gS \cdot dh = PS \implies dP = -\rho g dh$$

视空气为理想气体,则:

$$\int_{P_{i}}^{P} \frac{dP}{P} = -\int_{0}^{h} \frac{M}{V} \cdot \frac{1}{P} g \cdot dh = -\frac{M_{mol}}{RT} g \int_{0}^{h} dh$$

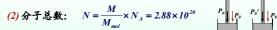
 $ln\frac{P}{P} = -\frac{M_{mol}}{RT}gh$ \Rightarrow $P = P_{o}e^{-\frac{M_{mol}g}{RT}h}$ 恒温气压公式

珠峰: M_{mol}=29g/mol, T=273K, P₀=1atm, h=8848m。得: P=0.33atm。

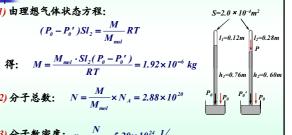
习题 水银气压计的水银柱高0.76m时,管顶离水银柱液面0.12m,管的截 20-2: 面积为2.0×10-4m², 当有少量氦气混入水银管顶部时, 水银柱高度 下降为0.60m, 设温度为27℃。求: (1)进入管内氦气的质量; (2)进 入管内氦气的分子数,(3)单位体积内氦的分子数。

(1) 由理想气体状态方程:

$$(P_{\theta} - P_{\theta}')SI_2 = \frac{M}{M_{mol}}RT$$



(3) 分子数密度: $n = \frac{N}{Sl_2} = 5.20 \times 10^{24} \frac{1}{m^3}$



充气机每充一次气,可将 P_0 =1.01 × 10 5 Pa, t_1 =-3 $^{\circ}$ C,V= 4.0×10^{-3} m^3 的气体充至 $V_0=1.5$ m^3 的容器内。设原来容器中 气体的压强和温度为 P_0 , t_1 。问需要充气多少次才能使容 器内气体在温度为 t_2 =45 C时,压强为 P_2 =2.02 \times 105 Pa。



充气前容器内气体的摩尔数: $v_i = \frac{M_i}{M_{min}} = \frac{P_0 V_0}{RT_i}$

充气后容器内气体的摩尔数: $v_2 = \frac{M_2}{M_{mod}} = \frac{P_2 V_0}{RT_2} = 2\frac{P_0 V_0}{RT_2}$

充气一次充入气体的摩尔数: $\Delta v = \frac{\Delta M}{M_{mol}} = \frac{P_0 V}{R T_1}$

所以充气次数 m 为:

$$m = \frac{v_2 - v_I}{\Delta v} = \frac{V_0 T_I}{V} (\frac{2}{T_2} - \frac{1}{T_I}) = \frac{1.5 \times 270}{4 \times 10^{-3}} (\frac{2}{318} - \frac{1}{270}) = 262$$

压强和温度的 统计解释

1、理想气体分子模型和统计假设:

理想气体分子模型:

- (1) 气体分子可看作质点(常温、常压下分子间平均距离≈ 10倍分子大小)。
- (2) 除碰撞外,分子间无相互作用。容器不太大时重力不计。
- (3) 分子间、分子与器壁的碰撞是完全弹性的, 所以碰撞时 动能和动量均守恒。

即讨论理想气体压强时将理想气体分子看作弹 性质点, 其运动符合牛顿定律。

统计假设: (对大量分子组成的系统)

- (1) 平衡态下,容器中各处分子数密度 n 相同;
- (2) 平衡态下,分子沿各方向运动的几率相等;
- (3) 分子速度沿各方向分量的各种平均值相等。

$$\overline{v^2} = \overline{v_x^2} + \overline{v_y^2} + \overline{v_z^2}$$

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

2、理想气体的压强公式:

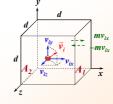
<mark>设边长为d的立方形容器内有N个质量为m的同类气体分子,</mark> 其中分子i与A₁面碰撞后v_{iv}、v_{iz}不变,而v_{ix}变为-v_{ix}。

分子i碰撞A,面一次动量的变化为:

$$(-mv_{ix})-(mv_{ix})=-2mv_{ix}$$

即给予 A_I 面的冲量为: $I_{ix} = 2mv_{ix}$

单位时间内分子i对 A,面的碰撞次数为:



所以,单位时间内分子i作用 $f_i = 2mv_{ix} \frac{v_{ix}}{2d} = m \frac{v_{ix}^2}{d}$

$$f_i = 2mv_{ix} \frac{v_{ix}}{2d} = m \frac{v_{ix}^2}{d}$$

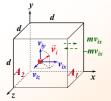
$$f_i = 2mv_{ix} \frac{v_{ix}}{2d} = m \frac{v_{ix}^2}{d}$$

所有气体分子作用于4,面的作用力为:

$$\sum_{i=1}^{N} f_i = \frac{m}{d} \sum_{i=1}^{N} v_{ix}^2$$

$$P = \frac{\sum f_{i}}{d^{2}} = \frac{m}{d^{3}} N(\frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} v_{ix}^{2}) = \frac{N}{d^{3}} m \overline{v_{x}^{2}}$$





$$P = \frac{1}{3}nm\overline{v^2}$$

理想气体压强公式:
$$P = \frac{1}{2}nmv^2$$
 $(n = \frac{N}{d^3}, v_x^2 = \frac{1}{3}\overline{v^2})$

$$P = \frac{1}{3}nm\overline{v^2}$$

令: $e_{k,z} = \frac{I}{2} m v^2$ 称为分子<u>平均</u>平动动能。

$$\mathbb{N}: \qquad P - \frac{1}{3}nm\overline{v^2} - \frac{2}{3}n\overline{e_{k,t}}$$

注: 压强是大量分子热运动的集体表现,它是大量气体 分子与容器壁频繁碰撞的宏观体现,是一条统计规律。 对少数分子而言, 谈论压强是没有意义的。

3、理想气体的温度公式:

由压强公式: $P = \frac{2}{3} n \overline{e_{k,t}}$

和理想气体状态方程: P = nkT

$$\overline{e_{k,t}} = \frac{1}{2} \overline{mv^2} = \frac{3}{2} kT$$

$$3k$$

$$T = \frac{2 \overline{e_{k,t}}}{3k}$$

$$X_i: \quad T = \frac{2 \overline{e_{k,i}}}{3k}$$

称为理想气体的温度公式。

可见,理想气体温度是气体分子平均平动动能的量度,与 气体的种类无关!

注: 温度公式也是大量气体分子热运动的统计结果, 对 少数分子而言,温度是没有意义的。

由理想气体的温度公式:

$$\overline{e_{k,t}} = \frac{1}{2}m\overline{v^2} = \frac{3}{2}kT$$

得: $v_{mx} = \sqrt{v^2} = \sqrt{\frac{3kT}{m}} = \sqrt{\frac{3RT}{M_{mol}}} \approx L.73\sqrt{\frac{RT}{M_{mol}}}$

称为分子的方均根速率。

例: T=273K时氢气和氧气分子的平均平动动能和方均根速率。

$$O_2 \begin{cases} \overline{e_{k,t}} = \frac{3}{2}kT = 5.65 \times 10^{-21}, \\ v_{rms} = \sqrt{\frac{3RT}{M_{mod}}} = 461 \frac{m}{s} \end{cases}$$

$$O_{2} \begin{cases} \overline{e_{k,l}} = \frac{3}{2}kT = 5.65 \times 10^{-2l} J \\ v_{rms} = \sqrt{\frac{3RT}{M_{mol}}} = 461 \frac{m}{S} \end{cases} \qquad H_{2} \begin{cases} \overline{e_{k,l}} = \frac{3}{2}kT = 5.65 \times 10^{-2l} J \\ v_{rms} = \sqrt{\frac{3RT}{M_{mol}}} = 1845 \frac{m}{S} \end{cases}$$

*4、道尔顿分压定律、混合气体的状态方程:

设某气体由n种不同种类的气体混合而成,分子总数为:

$$N = N_1 + N_2 + \dots + N_n$$

$$n = \frac{N}{V} = n_1 + n_2 + \dots + n_n$$

因为在同一温度下,所有气体分子的平均平动动能相等:

$$\overline{e_{k1}} = \overline{e_{k2}} = \cdots = \overline{e_{kn}}$$

所以,混合气体的总压强:

$$p = \frac{2}{3}n \, \overline{e_{k,l}} = \frac{2}{3}n_1 \, \overline{e_{k,l}} + \frac{2}{3}n_2 \overline{e_{k,2}} + \dots + \frac{2}{3}n_n \overline{e_{k,n}} = P_1 + P_2 + \dots + P_n$$

即:混合气体的压强等于各气体成分的分压强之和。这一 结论称为道尔顿分压定律。

道尔顿分压定律 P-P, | P, | ··· | P,

对混合气体,应用理想气体状态方程和道尔顿分压定律:

$$(P_1 + P_2 + \dots + P_n)V = (\frac{M_1}{M_{mol,1}} + \frac{M_2}{M_{mol,2}} + \dots + \frac{M_n}{M_{mol,n}})RT = v RT$$

可见混合气体和化学纯气体的状态方程有相同的形式。

$$PV = vRT$$

式中: P为混合气体的总压强;

$$v = \frac{M_1}{M_{mol,1}} + \frac{M_2}{M_{mol,2}} + \dots + \frac{M_n}{M_{mol,n}}$$
 为混合气体的等效摩尔数。

而混合气体的等效摩尔质量为:

$$M_{mol} = \frac{M}{v} = \frac{M}{\frac{M_{1}}{M_{mol,1}} + \frac{M_{2}}{M_{mol,2}} + \dots + \frac{M_{n}}{M_{mol,n}}}$$

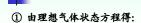
如:空气中氮和氧的质量百分比为: 76.9%和23.1%。

所以空气的等效摩尔质量:

$$M_{mol} = \frac{1}{\frac{0.769}{28 \times 10^{-3}} + \frac{0.231}{32 \times 10^{-3}}} = 28.8 \times 10^{-3} \frac{\text{kg}}{\text{mol}}$$

近似为:
$$M_{mol} = 29 \times 10^{-3} \frac{kg}{mol}$$

习题 对一定量的气体压缩并加热,使它的温度从27℃升到 20-9: 177℃, 体积减少1/2, 问: ①气体压强变化多少? ②气体分子平均平动动能变化多少? ③气体分子的方 均根速率变化多少?



$$\frac{P_1 V_1}{T} = \frac{P_2 V_2}{T} = \frac{P_2 V_2}{T}$$

$$\frac{P_{1}V_{1}}{T_{1}} = \frac{P_{2}V_{2}}{T_{2}} \qquad \Longrightarrow \qquad \frac{P_{2}}{P_{1}} = \frac{V_{1}}{V_{2}} \cdot \frac{T_{2}}{T_{1}} = 2 \cdot \frac{450}{300} = 3$$

(3)
$$v_{rms} = \sqrt{\frac{3RT}{M_{mol}}}$$
 \rightarrow $\frac{v_{rms2}}{v_{rms1}} = \sqrt{\frac{T_2}{T_1}} = 1.22$

$$\frac{v_{rms2}}{v_{rms1}} = \sqrt{\frac{T_2}{T_1}} =$$

能量均分原理、理想气体的 内能

分子具有复杂的结构,分子除平动外,还有转 动和同一分子各原子间的振动。而分子总的能 量为上述所有运动能量的总和:

分子总能量=平动动能+转动动能+振动动能+势能

所以,讨论气体的内能时不能把气体分子看作质

1、气体分子的自由度:

自由度:决定一个物体空间位置所 雲的独立坐标数。

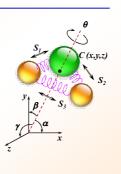
一个气体分子由若干个原子(看作质 点)组成,其自由度数为:

平动自由度t: x、y、z 特动自由度r: α 、 β 、 γ

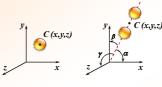
振动自由度s: s_1 、 s_2 、 s_3 、...

一个分子的总自由度数 i 为:

$$i = t + r + s$$



当气体的温度不太高时,分子中各原子间的振动可以忽略, 称为刚性分子。此时: i=t+r



y , , , , , , , , , , , , , , , , , , ,	α x	
自由度(r)	总自由度(i=t+r)	

分子种类	平动自由度(t)	转动自由度(r)	总自由度(i=t+r)
单原子分子	3	0	3
刚性双原子 分子	3	2	5
刚性三原子和多 原子分子	3	3	6

2、能量均分原理:

一个分子的平均平动动能: $\overline{e_{k,l}} = \frac{1}{2}m\overline{v^2} = \frac{3}{2}kT$

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

所以:
$$\frac{1}{2}mv_x^2 = \frac{1}{2}mv_y^2 = \frac{1}{2}mv_z^2 = \frac{1}{3}(\frac{1}{2}mv^2) = \frac{1}{2}kT$$

即分子的每一平动自由度的平均动能相等,且为: $\frac{1}{2}kT$

此结论可推广到分子的每一个自由度上。

能量均分原理: 在温度为T的平衡态下,物质(气、液、固) 分子的每一个自由度都具有相同的平均动能 $\frac{1}{2}kT$ 。

根据能量均分原理,一个气体分子的平均总动能为:

$$\overline{e_k} = \overline{e_{k,t}} + \overline{e_{k,r}} + \overline{e_{k,s}} = \frac{1}{2}(t+r+s)kT$$

按简谐振动规律,原子每一振动自由度上有相同的平均动能 和平均势能。所以,一个气体分子的平均总能量为:

$$\overline{e} = \overline{e_k} + \overline{e_p} = \frac{1}{2}(t+r+2s)kT$$

但对刚性分子,原子间振动的动能和势能都忽略不计:

$$\frac{-}{e} = \frac{1}{2}(t+r)kT$$

一个刚性分子的平均总能量:

$$\frac{1}{e} = \frac{1}{2}(t+r)kT$$

分子种类	平均平动动能	平均转动动能	平均总能量
,	$e_{k,t}$	$e_{k,r}$	$e_{k,t} + e_{k,r}$
单原子分子	$\frac{3}{2}kT$	0	$\frac{3}{2}kT$
剛性双原子 分子	$\frac{3}{2}kT$	$\frac{2}{2}kT$	$\frac{5}{2}kT$
刚性三原子和多 原子分子	$\frac{3}{2}kT$	$\frac{3}{2}kT$	$\frac{6}{2}kT$

讨论

能量均分原理是一条统计规律,只适用于大量分子组成 的宏观物体。

各自由度的平均平动动能、平均转动动能、平均振动动 能和平均势能相等,是气体分子在无规则运动中不断发生碰 撞的结果。正因为碰撞是无规则的,所以在碰撞过程中能量 不但在分子之间进行交换,还可以从一个自由度转移到另一 个自由度上去。由于在各个自由度中没有哪个具有特别的优 势,因此平均来讲,各自由度就具有相等的平均能量。

3、理想气体的内能:

一个热力学系统中所有分子各种形式的动能、势能之和称为 该系统的内能。

对理想气体而言,当系统的温度不太高时,系统的内能只是 分子平动动能和转动动能之和。

$$1 \, mol \,$$
理想气体的内能: $U_{mol} = N_{\scriptscriptstyle A} \cdot rac{i}{2} kT = rac{i}{2} RT$

M千克理想气体的内能:

$$U = \frac{M}{M_{mol}} \cdot \frac{i}{2} RT = v \cdot \frac{i}{2} RT$$

可见: 理想气体的内能只是温度T的单值函数,与 气体的压强P、体积V均无关。

<mark>当一定量的某种理想气体的温度由 T_i 升高(或降低)至 T_i 时,</mark> 无论系统经过怎样的过程,内能的增量(增加或减少)都相

$$\Delta U - v \cdot \frac{i}{2} R(T_f - T_i) - v \cdot \frac{i}{2} R \cdot \Delta T$$

内能与机械能的差别:

机械能 — 物体所有分子定向运动能量的总和 (有序能量);

内 能 — 系统内所有分子无规则热运动能量的总和 (无序 能量)。

气体分子速率的 统计分布律

气体分子与分子、分子与容器壁间的频繁 碰撞,使每一气体分子在任一时刻速度的大小、 方向都是随机的。但大量气体分子组成的宏观 系统在平衡状态下的分子速率遵从确定的统计 规律。

1、麦克斯韦速率分布律:

设一定量理想气体有N个同类气体分子。

△N为速率分布在ν→ν+Δν区间内的 分子数。

则 ΔN 为该区间内的分子数占总分子 数的百分比。

 $\frac{\Delta N}{N}$ 与 ν 及 $\Delta \nu$ 有关,当 $\Delta \nu \rightarrow 0$ 时:

$$\frac{dN}{N} \propto dv$$
 或:

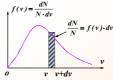


 $f(v) = \frac{dN}{N \cdot dv}$ 为速率分布在v附近单位速率区间内的分子数占 总分子数的百分比,称为气体分子的速率分布函数。

图中小矩形的面积为v→v+dv区间内的分子数占总分子数的 比率。而f(v)曲线下的总面积为速率分布在整个速率区间内 (0→∞)的分子数占总分子数的百分比,应等于1。



称为速率分布函数的归一化条件。



麦克斯韦由概率论和统计力学的原理出发推得:

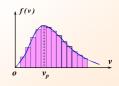
$$f(v) = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3} \cdot e^{-\frac{mv^{2}}{2kT}} \cdot v^{2}$$

2、气体分子的三种统计速率:

(1) 最可几速率 vp:

<mark>意义:将分子速率分为许多等宽区间,则分布在v,</mark>所在区间 内的分子数最多(几率最大)。





(2) 平均速率 v:

<mark>意义:所有分子速率的算术平均值。</mark>

$$\overline{v} = \frac{1}{N} \int_{0}^{\infty} v \cdot dN = \int_{0}^{\infty} v f(v) \cdot dv$$

$$\overrightarrow{v} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi M_{not}}} \approx 1.60 \sqrt{\frac{RT}{M_{mat}}}$$

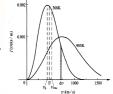
(3) 方均根速率 $v_{rms} = \sqrt{\overline{v^2}}$:

$$\overline{v^2} = \frac{1}{N} \int_0^\infty v^2 \cdot dN = \int_0^\infty v^2 \ f(v) \cdot dv$$

$$v_{ror} = \sqrt{v^2} = \sqrt{\frac{3kT}{m}} = \sqrt{\frac{3RT}{M_{mol}}} \approx 1.73 \sqrt{\frac{RT}{M_{mol}}}$$

讨论

① 同一种气体,T相等时, $\sqrt{v^2} > \bar{v} > v_p$ 。



② 同一种气体, $T \uparrow 则 \sqrt{\overline{\nu^2}}, \overline{\nu}, \nu_n \uparrow$ 不同气体, $m \uparrow y \sqrt{v^2}, \bar{v}, v_0 \downarrow$

- ③ 同一种气体,T↑则ν,↑,但曲线高度下降,较为平坦。
- ④ 讨论速率分布时用 v_p ; 讨论分子平均平动动能时用 $\sqrt{z_p}$; 讨论分子平均自由程时用证。

由N个分子组成的假想气体,其分子速率分布如图所 20-22: 示。①用 v_0 表示a的值; ②求速率在 $1.5v_0$ 与 $2.0v_0$ 之间 的分子数; ③求分子的平均速率。

① 由速率分布函数的归一化条件:

$$\int_{0}^{\infty} f(v)dv = \frac{1}{2}av_{\theta} + av_{\theta} = \frac{3}{2}av_{\theta} = I$$

$$\implies a = \frac{2}{3v_{\theta}}$$

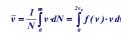
1 f(v)

② 速率在1.5%到2.0%之间的分子数占总分子数的比率为:

$$\frac{\Delta N}{N} = \int\limits_{LSv_{\theta}}^{2.6v_{\theta}} f(v) dv = \frac{1}{2} av_{\theta} \qquad \Delta N = N \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{2}{3v_{\theta}} v_{\theta} = \frac{1}{3} N$$

由N个分子组成的假想气体,其分子速率分布如图所 20-22: 示。①用 v_0 表示a的值;②求速率在 $1.5v_0$ 与 $2.0v_0$ 之间 的分子数; ③求分子的平均速率。

③ 由分子平均速率的定义:





 $= \int_{0}^{v_{\theta}} \frac{a}{v_{\theta}} \cdot v^{2} dv + a \int_{0}^{2v_{\theta}} v dv = \frac{a}{3v_{\theta}} v_{\theta}^{3} + \frac{3}{2} a v_{\theta}^{2}$

将
$$a = \frac{2}{3v_{\theta}}$$
 代入上式得: $\bar{v} = \frac{11}{9}v_{\theta}$

习题 20-25:

已知 f(v) 是麦克斯韦速率分布函数,说明以下 各式的物理意义。

- - (1) f(v)dv = dN/N 速率在 $v \rightarrow v + dv$ 区间内的分子数占 总分子数的百分比;
 - (2) $n f(v) dv = \frac{N}{V} f(v) dv = \frac{dN}{V}$ 单位体积内,分子速率在 $v \rightarrow v + dv$ 区间内的分子数;
 - (3) $\int_{v_I}^{v_2} v f(v) dv = \frac{1}{N} \int_{v_I}^{v_2} v dN \quad 速率在 v_I \rightarrow v_2 区间内的分子对 \overline{v}$ 的贡献;

已知f(v)是麦克斯韦速率分布函数,说明以下 各式的物理意义。



- (4) $\int_{0}^{v_{p}} f(v)dv = \frac{1}{N} \int_{0}^{v_{p}} dN$ 速率不大于 v_{p} 的分子数占总分子数的百分比;
- $(5) \int_{v_p}^{\infty} v^2 f(v) dv = \frac{1}{N} \int_{v_p}^{\infty} v^2 dN \qquad 遠率在v_p \to \infty 的分子数$
- $\because \overline{v^2} = \int_0^\infty v^2 \ f(v) \cdot dv = \frac{1}{N} \int_0^\infty v^2 \cdot dN = \frac{1}{N} \int_0^\infty v^2 \cdot dN + \frac{1}{N} \int_0^\infty v^2 \cdot dN$

气体分子的平均碰撞 频率、平均自由程

气体的扩散、热传导等过程进行得很缓慢(远小于分子速 率),说明气体分子间存在频繁的碰撞,使分子的运动轨 迹为折线。

平均碰撞频率 7:单位时间内一个气体 分子与其他分子间碰撞的平均次数。

<mark>平均自由程</mark>2:一个气体分子与其他分 子相邻两次碰撞间走过的平均路程。



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

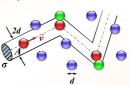
$$\overline{\lambda} = \frac{\overline{v}}{z}$$

个别分子的z、l大小是随机的,但大量分子处于平衡状态 下的表、在有完全确定的值。

将气体分子看作直径为d的弹性球。

d: 相互碰撞的分子质心间的平 均距离,称为分子的有效直径。

σ=πd²: 分子的有效碰撞(散射) 🔕 🛂 截面。凡质心进入该截面的其他 σ 分子将与该分子发生碰撞。



设分子4以平均速率运动,其他分子都静止。单位时间内 分子4与其他分子碰撞的次数为:

$$\overline{z} = \pi d^2 \overline{v} n$$

考虑所有分子都以平均速率 ν 运动,则要引入修正因子√2。

$$\bar{z} = \sqrt{2}\pi d^2 \bar{v} n$$
 称为平均碰撞频率

气体分子的平均自由程:

$$\overline{\lambda} = \frac{\overline{v}}{\overline{z}} = \frac{1}{\sqrt{2}\pi d^2 n}$$

$$\overline{\lambda} = \frac{kT}{\sqrt{2\pi}d^2P}$$

(P = nkT)

 \overline{j} 讨论 $\overline{z} \propto \overline{v}$ 、n, 而 $\overline{\lambda} \propto \frac{1}{n}$ (与 \overline{v} 无关)。

标准状态下,空气分子(d≈3.5×10-10m)的平均碰撞频率 和平均自由程分别为:

$$\bar{z} = 6.5 \times 10^9 \frac{1}{s}$$
, $\bar{\lambda} = 6.9 \times 10^{-8} \ m \ (\approx 200 d)$

真实气体的 范德瓦尔斯方程

1、真实气体(CO2)的等温线:

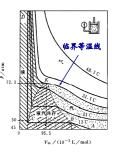
- > 48.1 ℃: PV=常数;
- ▶ 13 °C: AB段: V减小时, P增大;

BC段: V减小时,P不变,液汽共 存。P≈49atm (饱和蒸气压);

CD段: P增大时, V几乎不变(全 部液化);

▶ 31.1℃: 没有液汽共存的转变过程

>31.1 ℃: CO₂不再转变为液体。



CO2的等温线

K称为临界点。

T_K=31.1℃: 临界温度;

P_K=72.3atm: 临界压强;

V_{m,c}=95.5 × 10-3 L/mol: 临界摩尔

体积。

真实气体与理想气体表现不同的原因 是气体分子具有一定的体积以及分子

间存在相互作用力。

멘 **界等温线** CO2的等温线

描述真实气体状态参量间的关系方程称为真实气体的状态 方程。范德瓦尔斯方程是其中比较重要的一个。

2、范德瓦尔斯方程:

① 因分子体积而对理想气体状态方程引入的修正。 考虑分子体积后,1mol气体的状态方程为:

$$P(V-b) = RT$$

若把气体分子看作r=10-10m 的球体,则1mol气体分子的

$$V_1 = N_A \times \frac{4}{3} \pi r^3 = 2.5 \times 10^{-6} \, \text{m}^3$$

 V_1 约为1mol 理想气体在标准状态下体积的万分之一。

通常修正量 $b\approx 4V_1 \sim 10^{-5} \, \text{m}^3/\text{mol} \sim 10^{-2} \, \text{L}$ 。

当P=500 atm时, 1mol 氮气 0℃时的体积为0.06235L, 而 b=0.03913L。可见两者已非常接近,此时的氮气不可看作 理想气体。

② 因分子间引力的作用而引入的修正。

S为分子间引力的有效作用距离。 分子1,其他气体分子对其引力对 称分布,即分子1不受其他气体分

而分子2受到一个垂直器壁指向内 部的力,使器壁所受压强减小。

子引力的影响。

所以, Imol气体的状态方程又修正为:

$$P = \frac{RT}{V - b} - P_i$$

 $(P+P_i)(V-b)=RT$ 或:



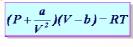


$(P+P_i)(V-b)=RT$

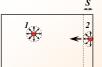
P;称为内压强。

$$P_i \propto n^2 \propto \frac{1}{V^2}$$
 $\stackrel{\triangleleft}{\mathbf{x}}$: $P_i = \frac{a}{V^2}$

最后,1mol真实气体的范德瓦尔斯 方程为:







- 注(
 - ① 范德瓦尔斯方程只在一定范围内适用于真实气体;
 - ② 对不同气体, a、b的值不同, 由实验测定。