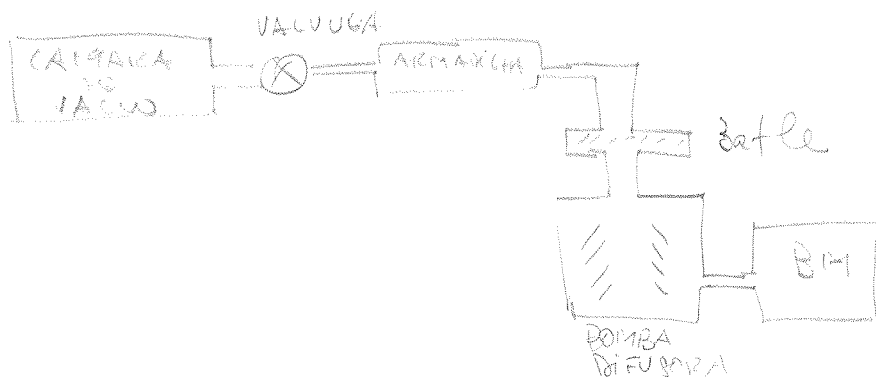


AULA 3

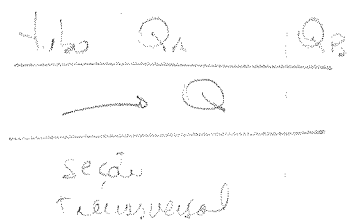
Resumo da aula anterior

• Sistema de vácuo



• fluxo de massa

$Q \equiv$ throughput

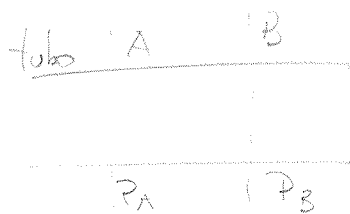


Lei de conservação

$$Q_A = Q_B$$

Definição de impedância

$$Z_{AB} = \frac{P_A - P_B}{Q}$$



Analogie

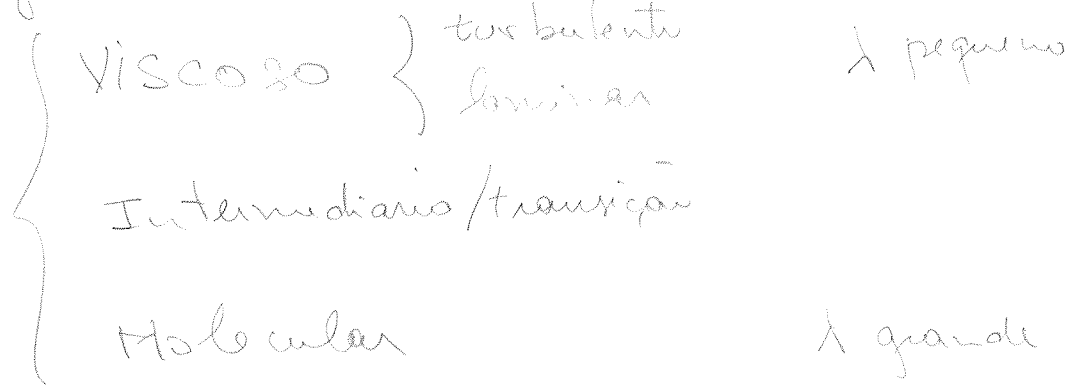
$$\begin{cases} V = Ri \\ \Delta P = Z_{AB} Q \end{cases}$$

Condutância

$$C \equiv \frac{1}{Z}$$

$$C_{AB} = \frac{Q}{P_A - P_B}$$

Regimes de escoamento



Cálculos de condutância dependem dos componentes, geometria e do regime de escoamento.

Definições:

- Velocidade de bombeamento

$$S = \frac{\Delta V}{\Delta t}$$

$$[S] = l/s$$

- Through put

$$Q = \frac{P \Delta V}{\Delta t} = PS$$

$$Q = PS$$

$Q \equiv$ taxa de escoamento



$$[Q] = \text{Torre} \frac{l}{s}$$

$$[S] = l/s$$

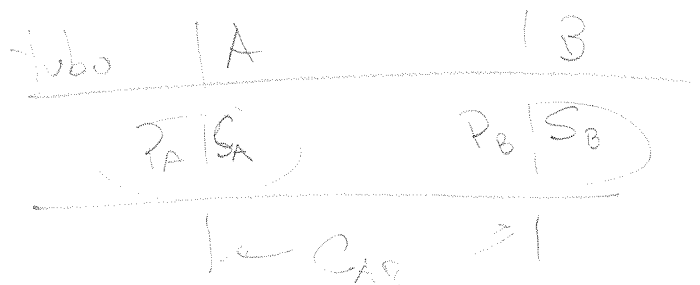
Condutância

$$C = \frac{Q}{P_A - P_B}$$

$$[C] = l/s$$

$Q \equiv$ característica de dois pontos

$S \equiv$ característica de um ponto



Relação entre C e S

(2)

tubo Q_1 | Q_2

$$\textcircled{1} \left| \begin{array}{c} P_1 \\ S_1 \end{array} \right. \quad \textcircled{2} \left| \begin{array}{c} P_2 \\ S_2 \end{array} \right.$$

\Rightarrow Bomba de vácuo

$$Q_1 = P_1 S_1 \quad (I)$$

$$Q_2 = P_2 S_2 \quad (II)$$

Subtraindo

$$\frac{1}{S_1} - \frac{1}{S_2} = \frac{P_1}{Q_1} - \frac{P_2}{Q_2}$$

$$\frac{1}{S_1} - \frac{1}{S_2} = \frac{P_1 - P_2}{Q} = \frac{1}{C}$$

Supondo uma bomba no ponto $\textcircled{2}$ e que se queira calcular a velocidade de bombeamento efetiva (S_{ef}) em um outro ponto da tubulação, então:

$$\frac{1}{S_{ef}} - \frac{1}{S_b} = \frac{1}{C} \quad \Rightarrow \quad \frac{1}{S_{ef}} = \frac{1}{C} + \frac{1}{S_b}$$

$$\frac{1}{S_{ef}} = \frac{S_b + C}{C S_b} \quad \therefore$$

$$\boxed{S_{ef} = \frac{C S_b}{S_b + C}}$$

Throughput (3)

$$Q = P S$$

$$Q = P \frac{\Delta V}{\Delta t}$$

Como $PV = NkT$, então

$$P \frac{\Delta V}{\Delta t} = kT \frac{\Delta N}{\Delta t}$$

$$Q = kT \frac{\Delta N}{\Delta t}$$

Pela definição de condutância

$$Q = C \Delta P$$

$$Q = V \frac{\Delta P}{\Delta t}$$

sendo

$$PV = NkT$$

$$e \quad k = \frac{R_0}{N_A}; \quad R_0 \text{ é a cte Universal dos gases}$$

$$PV = \frac{N}{N_A} R_0 T$$

multiplicando pela massa m da molécula.

$$PV = \frac{mN}{m N_A} R_0 T$$

$$Nm = \text{massa do gás} \equiv W$$

$$M_m = \text{massa molecular} \equiv M \text{ do gás}$$

então:

$$P \frac{\Delta V}{\Delta t} = \left. \frac{R_0 T}{M} \right\} \frac{\Delta W}{\Delta t} = Q \equiv \text{fluxo de massa}$$

$$Q = cte \frac{\Delta W}{\Delta t}$$

Teoria Cinética dos Gases

(3)

Holliday, Resnick, Walker

2ª edição cap. 21

- Número de Avogadro

Movimento Browniano (1827)

$$\boxed{N_A = 6,02 \times 10^{23}} \quad \text{CNTP}$$

Todos os gases contêm o mesmo número de moléculas ou átomos quando ocupam o mesmo volume (CNTP) nas mesmas condições de temperatura e pressão.

• número de moles

$$\boxed{n = \frac{N}{N_A}}$$

Equação dos gases ideais

$$PV = n R_0 T$$

R_0 é a constante universal dos gases.

$$PV = \frac{N}{N_A} R_0 T$$

$$\therefore \boxed{PV = N k T} \quad \left[k = \frac{R_0}{N_A} \right] \quad \text{lei de Boltzmann}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} R_0 = 8,314 \text{ J/mol K} \\ R_0 = 8,314 \times 10^7 \text{ erg/mol K} \end{array} \right.$$

$$k = \frac{8,314 \times 10^7}{6,022 \times 10^{23}} = 1,38 \times 10^{-16} \frac{\text{erg}}{\text{K}}$$

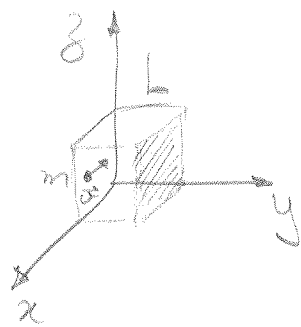
$$\boxed{R_0 = 6,236 \times 10^4 \frac{\text{Torr cm}^3}{\text{K mol}}}$$

O gás ideal não existe, mas o comportamento de todos os gases à mesma pressão se aproxima de um gás ideal

Pressão e temperatura

(4)

Qual a relação entre a pressão e a velocidade das moléculas?



$$\vec{p} = m\vec{v}$$

$$p_x = mv_x$$

Impulso

$$\vec{J} = \int \vec{F} dt$$

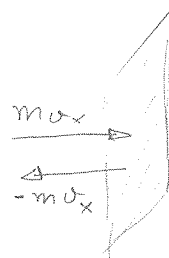
$$\vec{J} = L\vec{p}$$

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

2ª lei de Newton

$$J_x = \Delta p_x = p_f^x - p_i^x$$

$$J_x = -mv_x - mv_x = -2mv_x$$



$$J_{x, \text{partícula}} = -J_x \text{ parede}$$

Ação e reação

3ª lei de Newton

∴ O impulso transmitido à parede pela molécula é $\Delta p_x = +2mv_x$

A distância entre as paredes é L

O tempo para uma partícula percorrer todo o percurso

de ir e vir até o ponto inicial, será:

$$\Delta t = \frac{2L}{v_x}$$

taxa de transmissão do momento será:

$$\frac{\Delta p}{\Delta t} = \frac{2mv_x}{\frac{2L}{v_x}} = \frac{mv_x^2}{L}$$

$$F = \frac{\Delta p}{\Delta t} = \frac{mv_x^2}{L}$$

Esta é a força sobre a parede devido a colisão de uma molécula de massa m

Somando-se todas as moléculas e dividindo pela área da parede, encontra-se a pressão devida a todas as moléculas.

$$P = \frac{F}{A} = \frac{m v_{x_1}^2}{L} + \frac{m v_{x_2}^2}{L} + \dots + \frac{m v_{x_n}^2}{L}$$

$$\therefore P = \frac{m}{L^3} (v_{x_1}^2 + v_{x_2}^2 + \dots + v_{x_n}^2)$$

como $N = n N_A$, vamos ter $n N_A$ termos na soma
então:

$$P = \frac{m}{L^3} n N_A \overline{v_x^2}$$

$\overline{v_x^2}$ é a velocidade quadrática média

Para qualquer molécula

$$v^2 = v_x^2 + v_y^2 + v_z^2$$

$$\therefore \overline{v_x^2} = \frac{1}{3} \overline{v^2}, \text{ então:}$$

$$P = \frac{m}{L^3} n N_A \frac{1}{3} \overline{v^2}$$

onde L^3 é o volume da caixa $n N_A$ é a massa molar ($M = n N_A$)

$$P = \frac{n M \overline{v^2}}{3V}$$

Pela distribuição de Boltzmann

$$\overline{v^2} = \frac{3RT}{M}$$

A SER REDUZIDO

Então $P = \frac{nM}{3V} \cdot \frac{3RT}{M}$

(5)

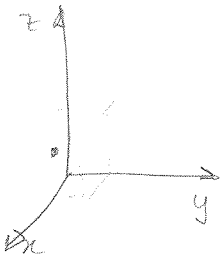
$\therefore \boxed{PV = nRT}$ eqd

$\overline{v^2} \Rightarrow \sqrt{\overline{v^2}} = v_{rms} = \sqrt{\frac{3RT}{M}}$

Exemplo: H_2 a $T=300K$ $v_{rms} = 1920 \text{ m/s} \approx 6800 \frac{\text{km}}{\text{h}}$

$$\left\{ \begin{aligned} v_{rms} &= \sqrt{\frac{3RT}{M}} = \sqrt{\frac{3(8,31 \text{ J/mol K})(300K)}{2,0 \times 10^{-3} \text{ kg/mol}}} \\ v_{rms}(O_2) &= 483 \text{ m/s} \end{aligned} \right.$$

ENERGIA CINÉTICA DE TRANSLAÇÃO



$K = \frac{1}{2} m v^2$

$\overline{K} = \frac{1}{2} m \overline{v^2} = \frac{1}{2} m v_{rms}^2$

Raiz da velocidade quadrática média

$\overline{K} = \frac{1}{2} m \frac{3RT}{M} = \frac{3}{2} m \frac{RT}{M}$

mas $M = m N_A$
massa molecular

$\overline{K} = \frac{3}{2} \frac{RT}{N_A}$

\Rightarrow

$\boxed{\overline{K} = \frac{3}{2} kT}$

k é a constante de Boltzmann

A uma dada temperatura as moléculas de qualquer gás têm a mesma energia cinética de translação.

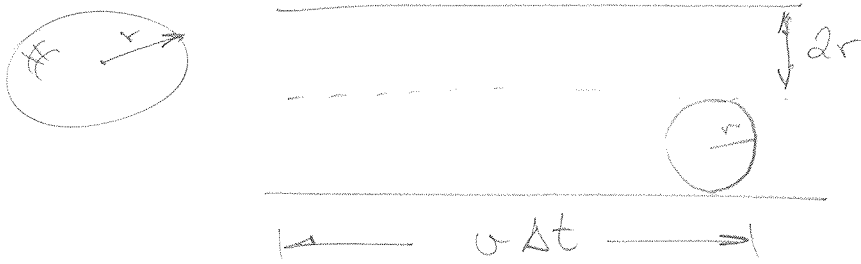
$\overline{K} = \frac{3}{2} kT = \frac{3}{2} (1,38 \times 10^{-16} \frac{\text{erg}}{\text{K}}) \cdot 300K = 6,21 \times 10^{-14} \text{ erg}$

$1J = 10^7 \text{ erg} ; 1\text{erg} = 6,24 \times 10^{11} \text{ eV}$

então $\overline{K} = 6,21 \times 10^{-14} \times 6,24 \times 10^{11} \text{ eV} = \underline{\underline{39 \text{ meV}}}$

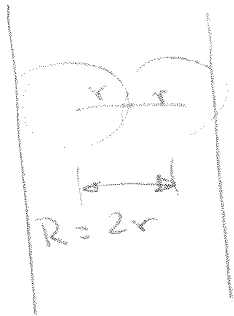
Livre Caminho Médio (1)

Distância média percorrida pela molécula entre duas colisões sucessivas.



N moléculas de raio r e volume V

⇒ Supondo apenas uma molécula se movendo.
 Ao se colidirem a distância entre os dois centros é $2r$



Cilindro com $R = 2r$

comprimento $v\Delta t$

Volume do cilindro $V = \pi R^2 \cdot v\Delta t = 4\pi r^2 v\Delta t$

Como existem $\frac{N}{V}$ moléculas por unidade de volume,

o número de colisões vai ser $\frac{N}{V} \times$ volume do cilindro

i.e. $\boxed{\frac{N}{V} \times 4\pi r^2 v\Delta t}$

O livre caminho é o comprimento da trajetória dividido pelo número de colisões (6)

$$\lambda = \frac{\text{extensão do caminho}}{\text{n.º de colisões}} = \frac{v \Delta t}{\frac{N}{V} 4\pi r^2 v \Delta t}$$

então $\lambda = \frac{V}{4\pi r^2 N}$

ou seja, é inversamente proporcional à seção reta de uma molécula e inversamente proporcional a $\frac{N}{V}$

observe que λ não depende da velocidade da molécula

No cálculo foi considerada apenas uma molécula e aumentando, mas como todas as moléculas se movimentam o λ é um pouco menor por um fator $\sqrt{2}$

$$\therefore \lambda = \frac{V}{4\pi \sqrt{2} r^2 N}$$

Se $PV = NkT$ então $\lambda = \frac{V kT}{P 4\pi \sqrt{2} r^2 N}$

$$\therefore \lambda = \frac{kT}{P 4\pi \sqrt{2} r^2}$$

Para T ambiente e N_2

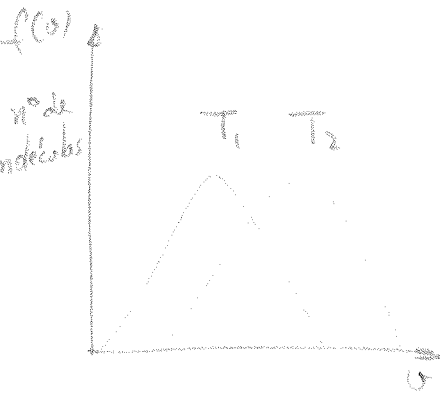
$$\lambda = \frac{5 \times 10^{-3}}{P (\text{Torr})} \text{ (cm)}$$

λ (cm)	P (Torr)
$6,5 \times 10^{-6}$ cm	760
$5,0 \times 10^{-3}$ cm	1
5 cm	10^{-3}
50 m	10^{-6}
5 km	10^{-8}

Distribuição de Maxwell-Boltzmann

(7)

Função que descreve a distribuição real das velocidades das moléculas.



$T_2 > T_1$

experimental

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



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

Como $E = \frac{1}{2}mv^2$

$$então \quad f(E) = \frac{4N}{m} \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} E e^{-E/kT}$$

- v_{mp} = velocidade mais provável
- \bar{v} = velocidade média
- $v_{rms} = \sqrt{v^2}$ = velocidade quadrática média

③ Velocidade mais provável (v_{mp})

Máximo da curva

$$\boxed{\frac{d}{dv} f(v) = 0}$$

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

$$\frac{df}{dv} = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \left[2v e^{-\frac{mv^2}{2kT}} + v^2 e^{-\frac{mv^2}{2kT}} \left(-\frac{2mv}{2kT} \right) \right] = 0$$

$$\frac{df}{dv} = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} e^{-\frac{mv^2}{2kT}} \left[2v - v^2 \frac{2mv}{2kT} \right] = 0$$

então

$$2v = v^2 \frac{m}{kT}$$

$$v^2 = \frac{2kT}{m}$$

$$\therefore \boxed{v_{mp} = \sqrt{\frac{2kT}{m}}}$$

⑥ Velocidade média aritmética

⑧

Para um nº discreto de partículas

$$\bar{v} = \frac{N_1 v_1 + N_2 v_2 + \dots + N_n v_n}{N}$$

onde $N = \sum_{i=1}^n N_i$

no caso contínuo

$$\bar{v} = \frac{\sum_i N_i v_i}{N} \Rightarrow \boxed{\bar{v} = \int v f(v) dv}$$

$$f(v) = a v^2 e^{-\frac{mv^2}{2kT}}$$

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

$$\bar{v} = \int_0^{\infty} v a v^2 e^{-\frac{mv^2}{2kT}} dv$$

substituindo

$$x = v^2$$

$$2v dv = dx$$

$$\bar{v} = \frac{a}{2} \int x e^{-\frac{mx}{2kT}} dx$$

integração por partes.

$$u = x \quad du = dx$$

$$dv = e^{-\frac{mx}{2kT}} \quad v = e^{-\frac{mx}{2kT}} \left(-\frac{2kT}{m} \right)$$

$$\boxed{\int u dv = uv - \int v du}$$

lembrando

$$\bar{v} = \frac{a}{2} \left[x e^{-\frac{mx}{2kT}} \left(-\frac{2kT}{m} \right) \Big|_0^{\infty} - \int_0^{\infty} e^{-\frac{mx}{2kT}} \left(-\frac{2kT}{m} \right) dx \right]$$

$$\bar{v} = \frac{a}{2} \frac{2kT}{m} \int_0^{\infty} e^{-\frac{mx}{2kT}} dx$$

$$\bar{v} = \frac{a kT}{m} \left(-\frac{2kT}{m} \right) e^{-\frac{mx}{2kT}} \Big|_0^{\infty} = 2 a \left(\frac{kT}{m} \right)^2 //$$

substituindo a constante $a = \frac{4\pi}{\pi 2kT} \left(\frac{m}{\pi 2kT} \right)^{3/2}$

$$\bar{v} = 2 \cdot 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \left(\frac{kT}{m} \right)^2$$

$$\bar{v} = \frac{2^3 \pi (kT)^{1/2}}{m^{1/2} (2\pi)^{3/2}} = \frac{2^{3/2} (kT)^{1/2}}{\pi^{1/2} m^{1/2}} = \left(\frac{8 kT}{\pi m} \right)^{1/2}$$

$$\therefore \bar{v} = \sqrt{\frac{8 kT}{\pi m}}$$

A velocidade média é muito importante na tecnologia do vácuo.

① Velocidade Quadrática Holdie

⑨

$$\overline{v^2} = \int v^2 f(v) dv$$

$$\overline{v^2} = \int v^2 a v^2 e^{-bv^2} dv \quad \left\{ \begin{array}{l} a = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \\ b = \frac{m}{2kT} \end{array} \right.$$

tabela de integraes

$$\int_0^{\infty} v^4 e^{-bv^2} dv = \frac{3}{8b^2} \sqrt{\frac{\pi}{b}}$$

entao

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

$$\overline{v^2} = \frac{3RT}{M}$$

$$k = \frac{R_0}{N_A}$$

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

$$v_{rms} = \sqrt{\frac{3RT}{M}}$$

Fluxo de Moléculas

Número de moléculas incidentes por unidade de área e por unidade de tempo.

$$J = \frac{1}{4} n \bar{v}$$

$$n = \frac{N}{V} = \frac{P}{kT}$$

$$J = \frac{N}{L^2 \Delta t} = \frac{N}{V} \frac{L}{\Delta t} = \frac{N}{\text{área} \cdot \text{tempo}}$$

ordem de grandeza

$$\bar{v} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$$

então

$$J = \frac{P}{4kT} \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$$

$$J = 3,5 \times 10^{22} P(\text{Torr}) (19T)^{-1/2} \text{ cm}^{-2} \text{ s}^{-1}$$

Problemas para o ler

① Quanto tempo leva para formar uma monocamada?

② Quantas moléculas cabem em 1 cm^2 ?

$$d_{N_2} = 3,7 \times 10^{-8} \text{ cm} \quad \text{diâmetro da molécula de } N_2$$

③ Quando o número de moléculas no volume é igual ao número de moléculas na superfície?