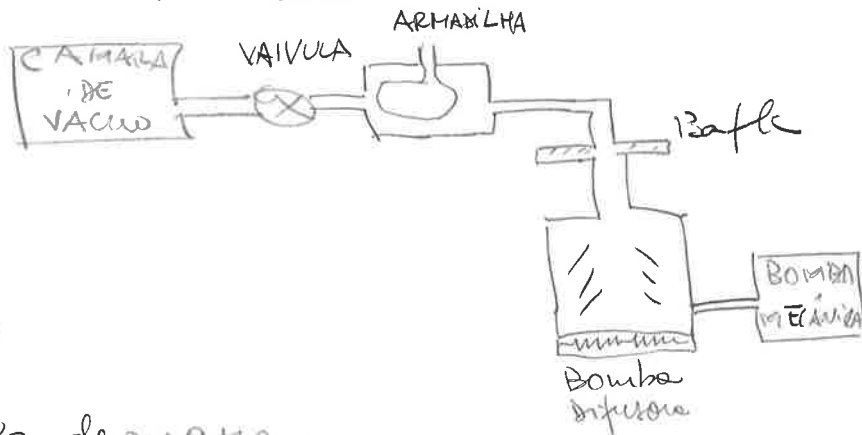


- Passar lista de presença.
- entregar lista 1.
- mostrar site.

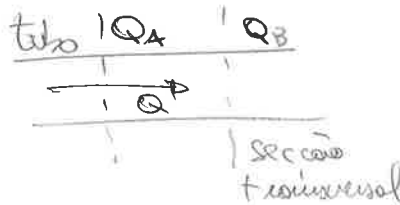
Desenho da aula anterior.

• Sistema de vácuo



• Fluxo de massa

\Rightarrow throughput

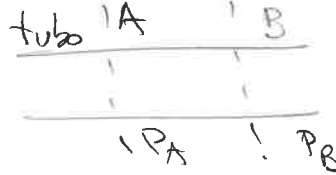


lei de conservação

$$Q_A = Q_B$$

Definição de impedância

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



Analogia

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

condutância

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

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

• Regimes de escoamento

- viscoso } turbulente
 - } laminar
 - Intermediária / transição
 - Molecular
- ↑ pequeno
- ↑ grande

Cálculos de condutância dependem dos componentes geométricos e do regime de escoamento

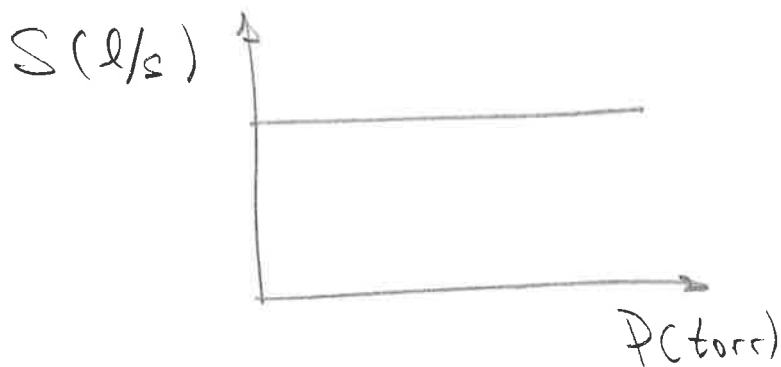
Definições:

- Velocidade de bombeamento

$$S = \frac{\Delta V}{\Delta t} \quad [S] = l/s$$

- throughput \equiv taxa de escoamento

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



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

$$[S] = l/s$$

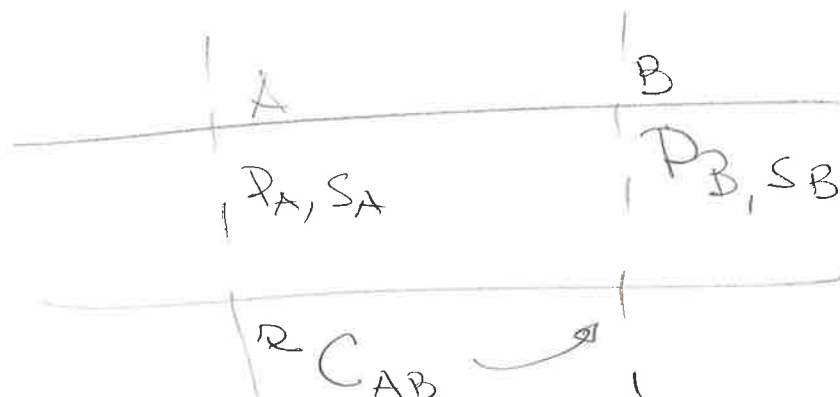
Condutância

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

$$[C] = l/s$$

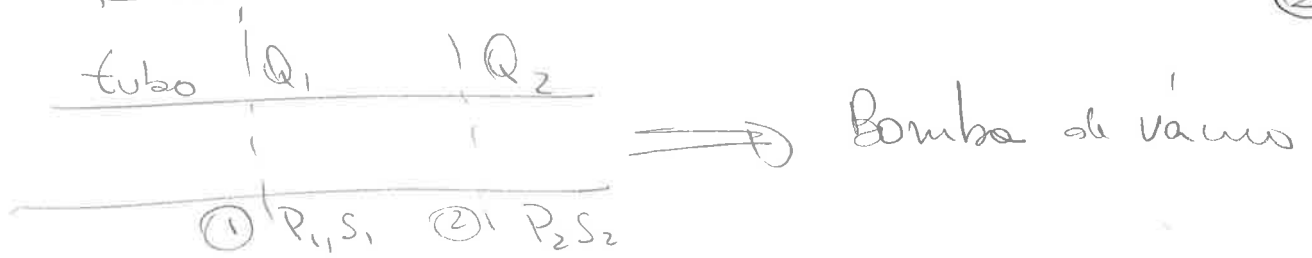
$C \equiv$ característica entre dois pontos

$S \equiv$ característica de um ponto



Relação entre C e S

(2)



$$Q_1 = P_1 S_1 \quad (1) \quad Q_2 = P_2 S_2 \quad (2)$$

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

Supondo uma bomba na boca do tubo (ponto ②) e que se queira calcular a velocidade de bombeamento efetiva (S_{ef}) em um outro ponto da tubulação, então:

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

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

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

Throughput (Q)

$$Q = PS$$

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

Como $PV = NkT$, então

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

Pela definição de condutância

$$Q = C \Delta P$$

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

sendo $PV = NkT$ e $k = \frac{R_0}{N_A}$; R_0 é a cte universal dos gases.

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

multiplicando-se pela massa m da molécula.

$$PV = \frac{mN}{mN_A} R_0 T$$

$Nm \equiv$ massa do gás $\equiv W$
 $N_A m =$ massa molecular $\equiv M$ do gás

então

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

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

Teoria Cinética dos Gases

Halliday, Resnick, Walker

2ª edição cap. 21

Número de Avogadro

Moisés Browniano (1827)

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

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

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

Equações dos gases ideais

$$PV = n R_0 T \quad R_0 \text{ é a cte universal dos gases}$$

$$PV = \frac{N}{N_A} R_0 T \quad \therefore \boxed{PV = N k T} \quad \left(k = \frac{R_0}{N_A} \right) \text{ cte de Boltzmann}$$

$$R_0 = 8,314 \text{ J/mol K}$$

$$R_0 = 8,314 \times 10^7 \text{ erg/mol K}$$

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

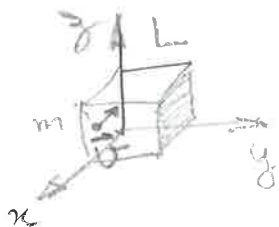
$$\boxed{R_0 = 6,236 \times 10^4 \frac{\text{Torr cm}^3}{\text{K mol}}}$$

O gás ideal não existe, mas o comportamento de todos os gases a baixa pressão se aproxima de um gás ideal.

Pressão e Temperatura

(4)

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



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

Impulso

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

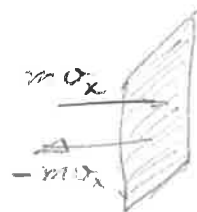
$$\vec{J} = \Delta \vec{p}$$

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

2ª lei de Newton

$$J_x = \Delta p_x = p_{fx} - p_{ix}$$

$$J_x = -m v_x - m v_x = -2m v_x$$



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

Ação e reação

3ª lei de Newton

∴ O impulso transferido à parede pela molécula é: $\Delta p_x = +2m v_x$

A distância entre as paredes é L

O tempo para uma partícula percorrer todo o percurso de ida e volta até o ponto inicial, será:

$$s = vt$$

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

Então a taxa de transmissão do momento, será:

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

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

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

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

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

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

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

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

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

Para qualquer molécula

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

$$\overline{u^2} = \overline{u_x^2} + \overline{u_y^2} + \overline{u_z^2}$$

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

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

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

Pela distribuição de Boltzmann

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

A SER DEDUZIDO

Então: $P = \frac{n M}{3V} \frac{3RT}{M}$

(15)

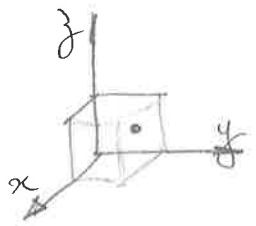
$\therefore PV = nRT$ eqd.

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

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

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

ENERGIA CINÉTICA DE TRANSLAÇÃO



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

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

v_{rms} Raiz quadrada 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 molar

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

$k = \frac{R}{N_A}$ e' a cte de Boltzmann

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

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

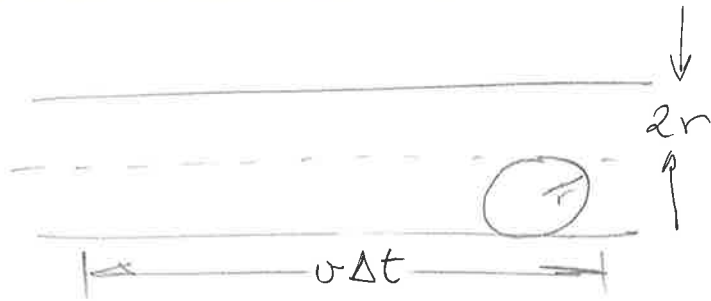
$1 \text{ J} = 10^7 \text{ erg}$; $1 \text{ erg} = 6,24 \times 10^{11} \text{ eV}$

$1 \text{ eV} = 1,602 \times 10^{-19} \text{ J} \Rightarrow 1 \text{ J} = 6,24 \times 10^{18} \text{ eV}$

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

LIVRE CAMINHO MÉDIO (1)

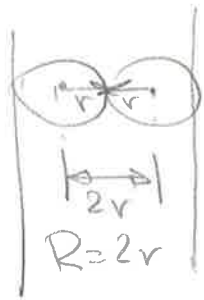
Distância média percorrida pela molécula entre duas colisões sucessivas.



N moléculas de raio r e volume V

⇒ Supondo apenas uma molécula se movendo

Ao se colidirem a distância entre os dois centros é $2r$.



Cilindros com $R = 2r$
comprimento $v\Delta t$

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

Como existem $\frac{N}{V}$ moléculas por unidade de volume, o número de colisões será

$\frac{N}{V} * \text{Volume do cilindro}$

i.e.

$$\frac{N}{V} 4\pi r^2 v\Delta t$$

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

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

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 considerado apenas uma molécula se movimentando, mas como todas as moléculas se movimentam o λ é um pouco menor por um fator $\sqrt{2}$

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

Se $PV = NkT$ então

$$\lambda = \frac{NkT}{P4\pi\sqrt{2}r^2N}$$

$$\therefore \lambda = \frac{kT}{P4\pi\sqrt{2}r^2}$$

Para Ambiente e N_2

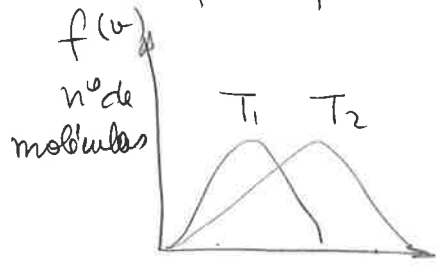
$$\lambda \approx \frac{5 \times 10^{-3} \text{ (cm)}}{P \text{ (Torr)}}$$

λ (cm)	P (Torr)
6.5×10^{-6} cm	760
5×10^{-3} cm	1
5 cm	10^{-3}
50 m	10^{-6}
5 km	10^{-8}

Distribuição de Maxwell - Boltzmann

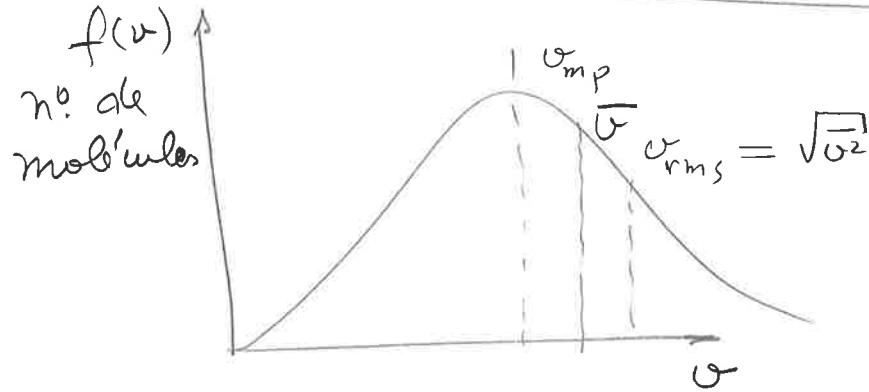
(7)

Função que descreve a distribuição real da velocidade 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 $\mathcal{E} = \frac{1}{2} m v^2$

então

$$f(\mathcal{E}) = \frac{8\pi}{m} \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \mathcal{E} e^{-\frac{\mathcal{E}}{kT}}$$

$v_{mp} \equiv$ velocidade mais provável

$\bar{v} \equiv$ velocidade média

$v_{rms} = \sqrt{v^2} \equiv$ velocidade quadrática média

a) Velocidade mais provável (v_{mp})

Máximo da curva

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

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

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

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

então

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

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

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

Velocidade média aritmética

Para um número 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

$$\bar{v} = \frac{\sum_i N_i v_i}{N} \Rightarrow \bar{v} = \int_0^{\infty} v f(v) dv$$

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

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

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

substituindo $x = v^2 \quad dx = 2v dv$

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

integrando por partes

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

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

Lembrando $\int u dv = uv - \int v du$

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

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

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

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

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

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

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

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

A velocidade média é muito importante em tecnologia do vácuo

Velocidade Quadrática Média

(9)

$$\overline{v^2} = \int_0^{\infty} v^2 f(v) dv$$

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

$$\left. \begin{aligned} a &= 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \\ b &= \frac{m}{2kT} \end{aligned} \right\}$$

Tabela de integrais

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

então

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

$$\overline{v^2} = \frac{3R_0 T}{M}$$

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

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

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

Fluxo de Moléculas

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

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

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

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

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

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

$$\frac{N}{V} = \frac{P}{kT};$$
$$\frac{L}{\Delta t} = \bar{c} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$$

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

Problemas para o Lar

① Quanto tempo leva para formar uma monocamada?

② Quantas moléculas cabem em 1 cm^2 ?

$$f_{N_2} = 3,7 \times 10^{-8} \text{ cm} \equiv \text{diâmetro de molécula de } N_2$$

③ Estime quando o n.º de moléculas no volume é igual ao número de moléculas na superfície?