

Tema 4. Fenómenos de Transporte

1. Introducción

2. Leyes Fenomenológicas

2.1. Conductividad térmica. Ley de Fourier.

2.2. Viscosidad. Ley de Newton.

2.3. Difusión. Primera ley de Fick.

3. Fenómenos de Transporte en gases de esferas rígidas

4. Ecuación de difusión. Segunda ley de Fick

5. Difusión en líquidos

Tema 3. Teoría Cinética de Gases

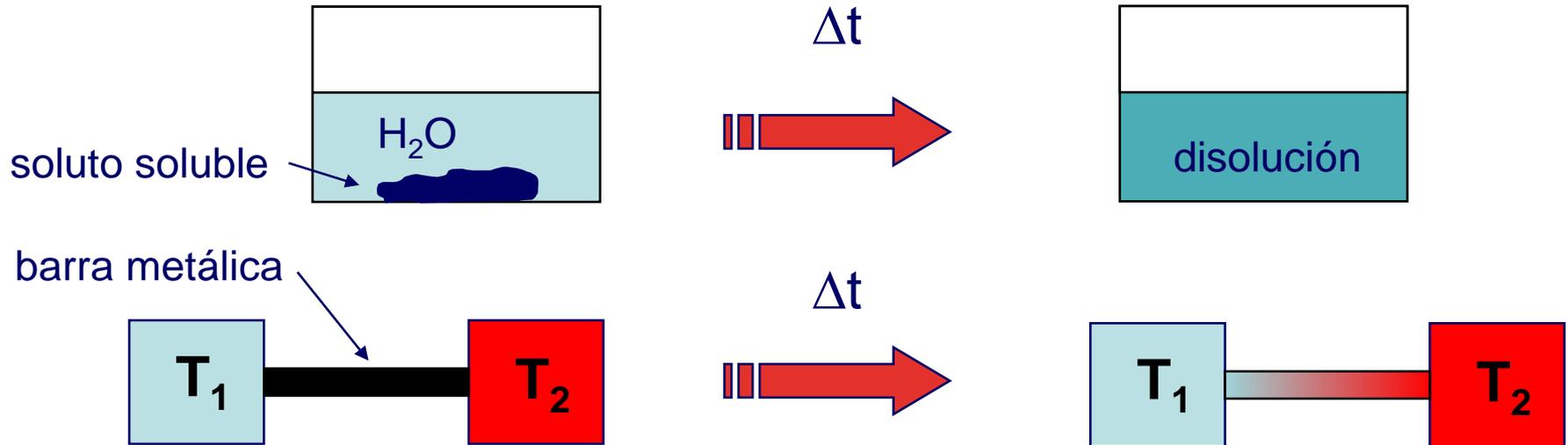
Bibliografía

- J. Bertrán y J. Núñez (coords)
Química Física
- J. Aguilar
Curso de Termodinámica
- P. Atkins
Química Física (6ª ed.)
- M. Diaz Peña y A. Roig Muntaner
Química Física

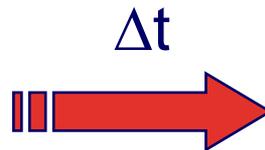
1. introducción

Objetivo:

sistemas **fuera del equilibrio** que evolucionan siguiendo procesos irreversibles



Transporte de materia y/o energía: cinética física



Reacción química: cinética química

1. Introducción

Equilibrio: Para cada fase del sistema se debe de cumplir que las variables intensivas sean independientes de la posición y del tiempo.



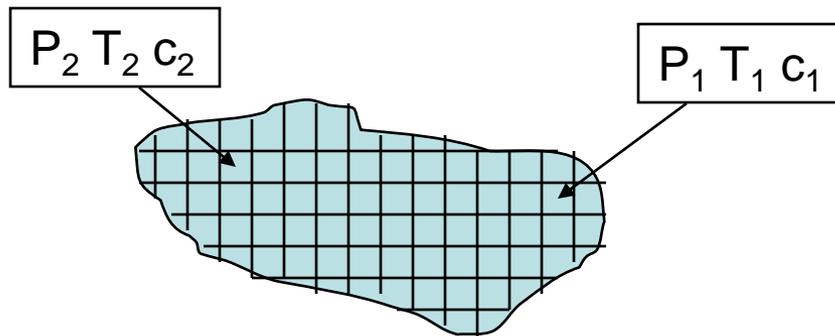
Equilibrio

$$P = \text{cte}$$

$$T = \text{cte}$$

$$C_j = \text{cte}$$

No equilibrio: Si consideramos el sistema dividido en pequeños trozos *macroscópicos* y aceptamos que en un pequeño intervalo de tiempo estos trozos están en equilibrio, podremos asignar a estos trozos durante ese intervalo de tiempo unos valores de las magnitudes intensivas.



No equilibrio

$$P = P(x, y, z, t)$$

$$T = T(x, y, z, t)$$

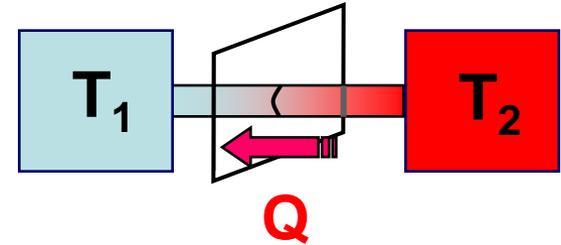
$$c_j = c_j(x, y, z, t)$$

1. introducción

$$j = \frac{dX}{dt}$$

propiedad transportada

flujo = propiedad extensiva



$$j = \vec{J} \cdot \vec{S} = \vec{J} \cdot A \cdot \vec{n}$$

densidad de flujo o **flujo por unidad de área**
(perpendicular a la dirección del flujo)

en una dimensión:

$$J_z = \frac{j}{A} = \frac{1}{A} \frac{dX}{dt}$$

$$= -L \frac{dY}{dz}$$

variable termodinámica asociada

sentido del transporte

coeficiente de transporte

(facilidad con que se da el transporte)

**gradiente espacial de la
variable termodinámica asociada**

o
fuerza impulsora

o
causa del transporte

1. introducción

en más de una dimensión:

$$\vec{J} = -L\vec{\nabla}Y$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \vec{\nabla} = \left(\frac{\partial}{\partial x}\right)\vec{i} + \left(\frac{\partial}{\partial y}\right)\vec{j} + \left(\frac{\partial}{\partial z}\right)\vec{k} \\ \vec{J} = J_x\vec{i} + J_y\vec{j} + J_z\vec{k} \end{array} \right.$$

En ausencia de reacciones químicas,
los principales tipos de **Fenómenos de Transporte** son:

- **conductividad térmica**
- **conductividad eléctrica**
- **viscosidad**
- **difusión**

1. introducción

ejemplo: Ley de Ohm

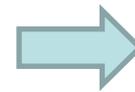
$$J_z = \frac{j}{A} = \frac{1}{A} \frac{dX}{dt} = -L \frac{dY}{dz}$$

$$j = J \cdot A = - \left[L \frac{dY}{dz} \right] A$$

flujo = $\frac{q}{t} = I = \text{intensidad}$

$$I = J \cdot A = -\sigma \frac{dV}{dz} A$$

$$I = J \cdot A = -\sigma \frac{V_2 - V_1}{l} A = \frac{1}{R} \Delta V$$



$$\Delta V = I \cdot R$$



1. introducción

Magnitud transportada

$$\frac{1}{A} \frac{dX}{dt} \equiv J_{X,z} = -L \frac{\partial Y}{\partial z}$$

Causa del transporte

Densidad de flujo de la magnitud X en la dirección z a través de una superficie perpendicular a z de área A

Facilidad con que se da el transporte.

Sentido del transporte

Fenómeno	Magnitud transportada	Causa	Ley de	Expresión
Conducción térmica.	Energía	Diferencia de temperatura	Fourier	$\frac{1}{A} \frac{dQ}{dt} \equiv J_{Q,z} = -\kappa \frac{\partial T}{\partial z}$
Difusión.	Materia	Diferencia de concentración	Fick	$\frac{1}{A} \frac{dn_j}{dt} \equiv J_{D_{jk},z} = -D_{jk} \frac{\partial c_j}{\partial z}$
Conductividad eléctrica.	Carga	Diferencia de potencial	Ohm	$\frac{1}{A} \frac{dq}{dt} \equiv J_{q,z} = -\sigma \frac{\partial V}{\partial z}$
Viscosidad.	Cantidad de movimiento.	Diferencia de velocidad.	Newton	$\frac{1}{A} \frac{d(mv_x)}{dt} \equiv J_{q,z} = -\eta \frac{\partial v_x}{\partial z}$

1. Introducción

Ley Fenomenológica

$$J_z = \frac{1}{A} \frac{dX}{dt} = -L \frac{dY}{dz} \quad (1-D)$$

Situaciones límite:

- 1) Fuerza Impulsora nula (no hay gradientes espaciales, las variables valen lo mismo en todos los puntos del sistema)

$$J_z = -L \frac{dY}{dz} = 0$$



No hay transporte, las variables no cambiarán en el tiempo

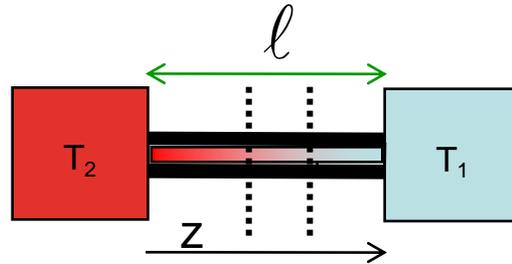


Equilibrio
P=cte
T=cte
C_j=cte

1. Introducción

Situaciones límite:

2) Flujo constante $j = J_z \cdot A = - \left[L \frac{dY}{dz} \right] A = \text{cte}$



$Q \text{ entra} = Q \text{ sale (en un } \Delta t)$

$$T = T(x, y, z)$$

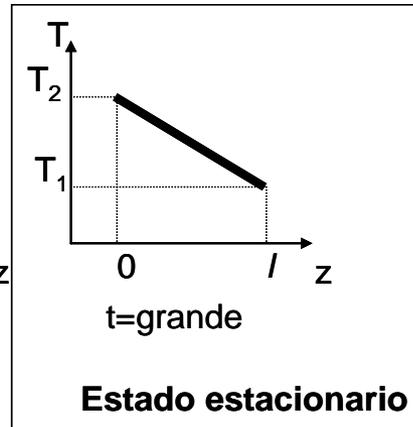
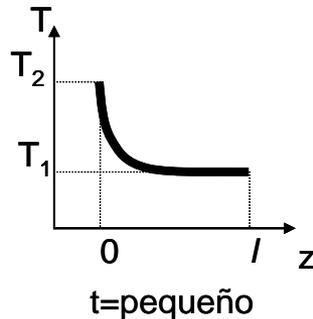
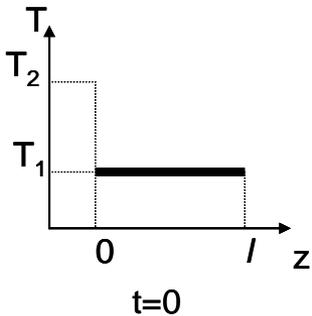
$$T \neq T(t)$$

Estado Estacionario

$$P = P(x, y, z)$$

$$T = T(x, y, z)$$

$$c_j = c_j(x, y, z)$$



$$\frac{dQ}{dt} = -\kappa A \frac{dT}{dz}$$

$$\frac{dT}{dz} = \frac{\Delta T}{\Delta z} = \frac{T_2 - T_1}{l}$$

2. Leyes Fenomenológicas

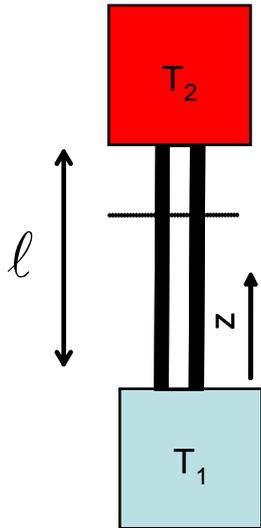
$$\vec{J} = -L\vec{\nabla}Y$$

$$J_z = \frac{1}{A} \frac{dX}{dt} = -L \frac{dY}{dz}$$

- **Conductividad Térmica**
- **Viscosidad**
- **Difusión**

2. Leyes Fenomenológicas

• Conductividad Térmica



$$\frac{dQ}{dt} = -\kappa \cdot A \cdot \frac{dT}{dz}$$

Ley de Fourier (1-D)

$$J = \frac{1}{A} \frac{dQ}{dt} = -\kappa \frac{dT}{dz}$$

$$\vec{J} = -\kappa \vec{\nabla} T$$

Ley de Fourier (3-D)

Validez de la ley de Fourier

- El sistema tiene que ser isótropo.
La conductividad es la misma en cualquier dirección.
- El sistema no está muy lejos del equilibrio.
 ∇T es pequeño.
- Válida para transporte por conducción, no por radiación o convección

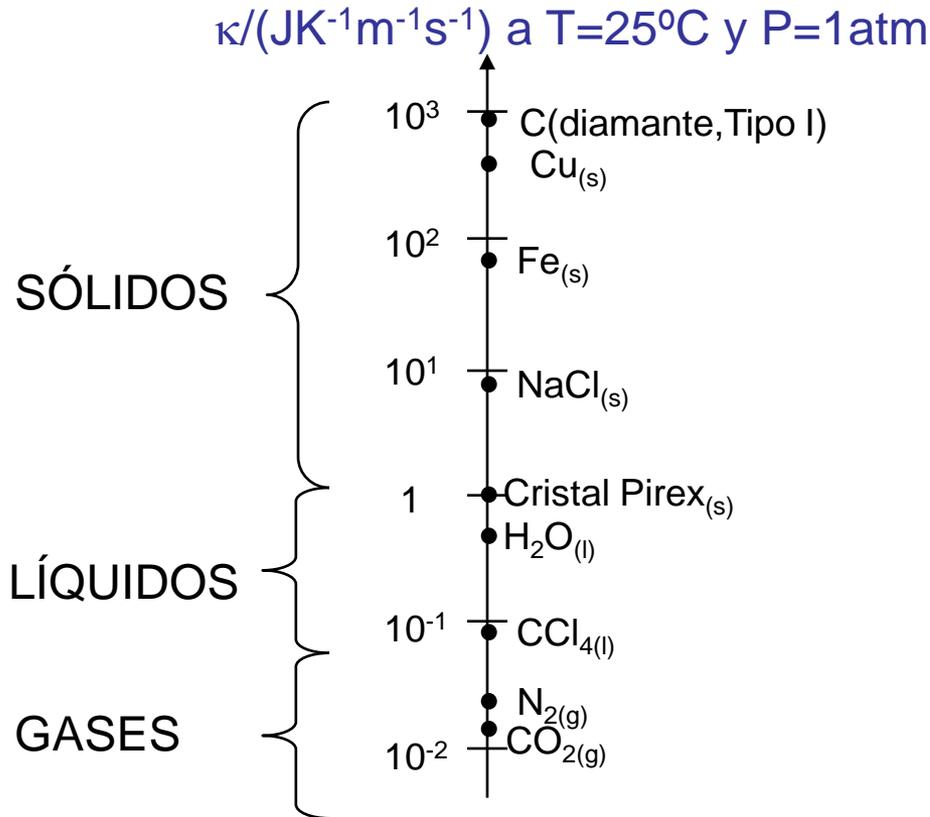
2. Leyes Fenomenológicas

- **Conductividad Térmica**

$$\frac{1}{A} \frac{dQ}{dt} = -\kappa \frac{dT}{dz}$$

κ es el coeficiente de conductividad térmica

Unidades: $\text{J m}^{-1} \text{s}^{-1} \text{K}^{-1}$ (S. I.) y $\text{erg cm}^{-1} \text{s}^{-1} \text{K}^{-1}$ (en CGS)



2. Leyes Fenomenológicas

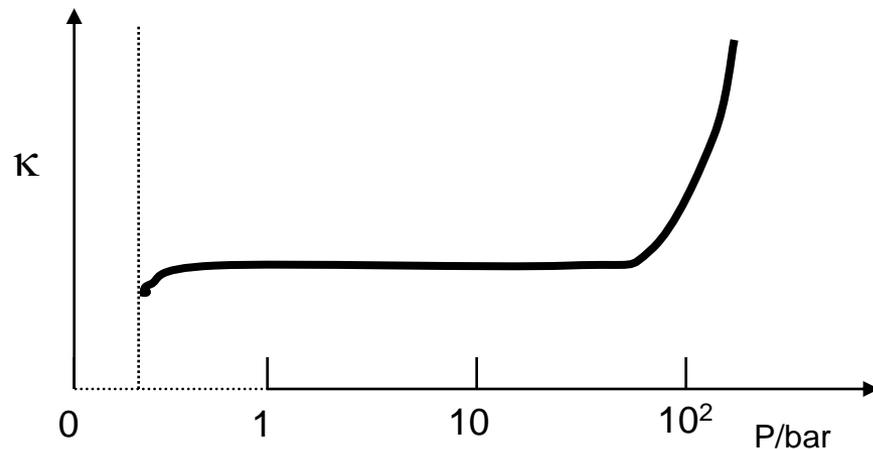
- **Conductividad Térmica**

κ es el coeficiente de conductividad térmica

$\kappa = \kappa(T, P, \text{composición o características del material})$

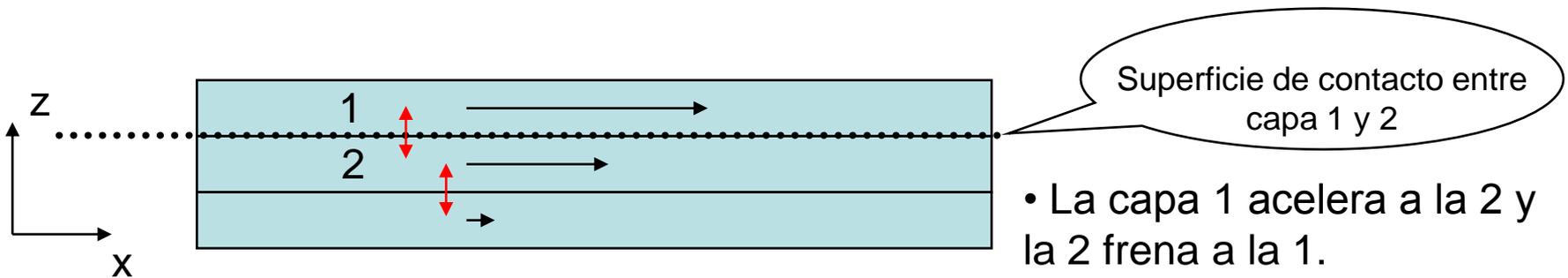
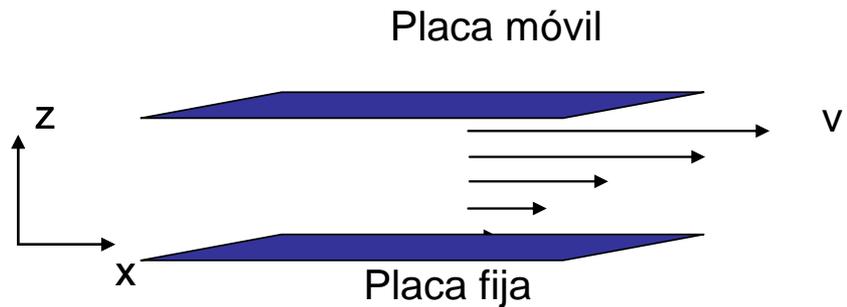
Gases :

$$T \uparrow \Rightarrow \kappa \uparrow$$



2. Leyes Fenomenológicas

• Viscosidad



$$F_x = -\eta A \frac{dv_x}{dz}$$

Ley de Newton de la viscosidad

$$\text{como } F_x = \frac{d(mv_x)}{dt} \Rightarrow \frac{d(mv_x)}{dt} = -\eta A \frac{dv_x}{dz}$$

$$\frac{1}{A} \frac{dp_x}{dt} = -\eta \frac{dv_x}{dz}$$

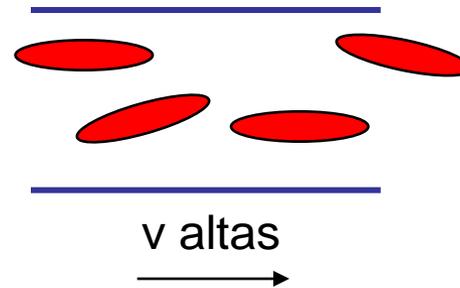
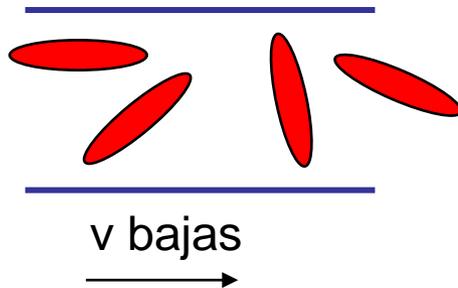
2. Leyes Fenomenológicas

- **Viscosidad**

$$\frac{1}{A} \frac{dp_x}{dt} = -\eta \frac{dv_x}{dz}$$

Validez de la ley de Newton

- Es valida para gases y líquidos a velocidades bajas \Rightarrow Flujo laminar.
- En algunos fluidos la viscosidad depende de la velocidad (Fluido no newtoniano)



2. Leyes Fenomenológicas

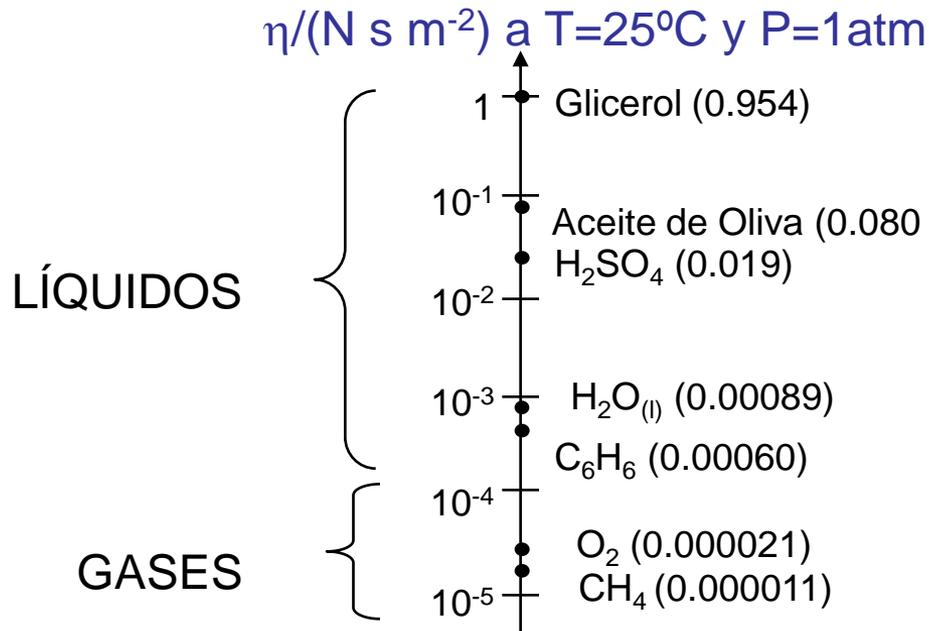
- **Viscosidad**

$$\frac{1}{A} \frac{dp_x}{dt} = -\eta \frac{dv_x}{dz}$$

η Coeficiente de viscosidad

Sistema Internacional \Rightarrow $\text{N s m}^{-2} \equiv \text{kg s}^{-1} \text{m}^{-1}$

Sistema cgs \Rightarrow Poise $\equiv P \equiv \text{dina s cm}^{-2} \equiv 0.1 \text{N s m}^{-2}$



2. Leyes Fenomenológicas

- **Viscosidad**

$$\frac{1}{A} \frac{dp_x}{dt} = -\eta \frac{dv_x}{dz}$$

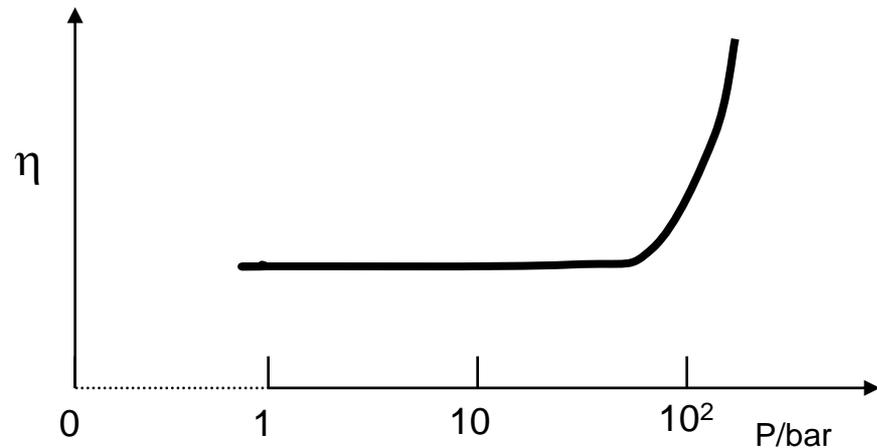
η Coeficiente de viscosidad

$\eta = \eta(T, P, \text{composición o características del material})$

Gases : $T \uparrow \Rightarrow \eta \uparrow$

Líquidos:(generalmente) $T \uparrow \Rightarrow \eta \downarrow$

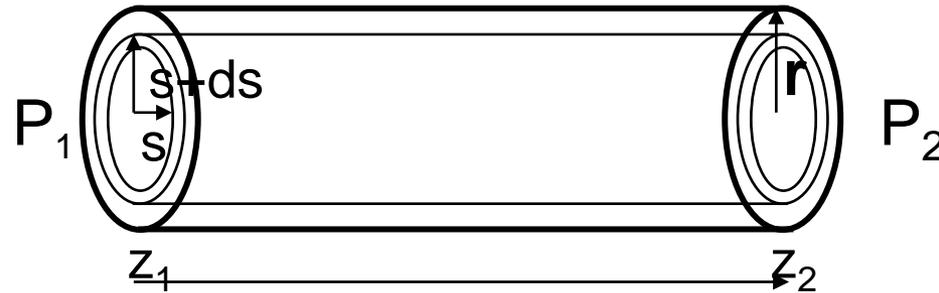
Gases:



2. Leyes Fenomenológicas

• Viscosidad

Ley de Poiseuille

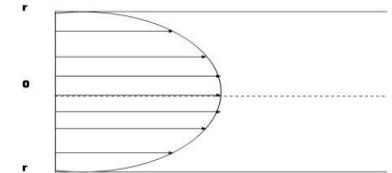


Ecuación de movimiento para cada capa

$$F_{\text{hidrostaticas}} + F_{\text{rozamiento}} = 0$$



$$v(s) = -\frac{1}{4\eta} \frac{dP}{dz} (r^2 - s^2)$$



$$\frac{dV}{dt} = -\frac{\pi r^4}{8\eta} \frac{dP}{dz}$$

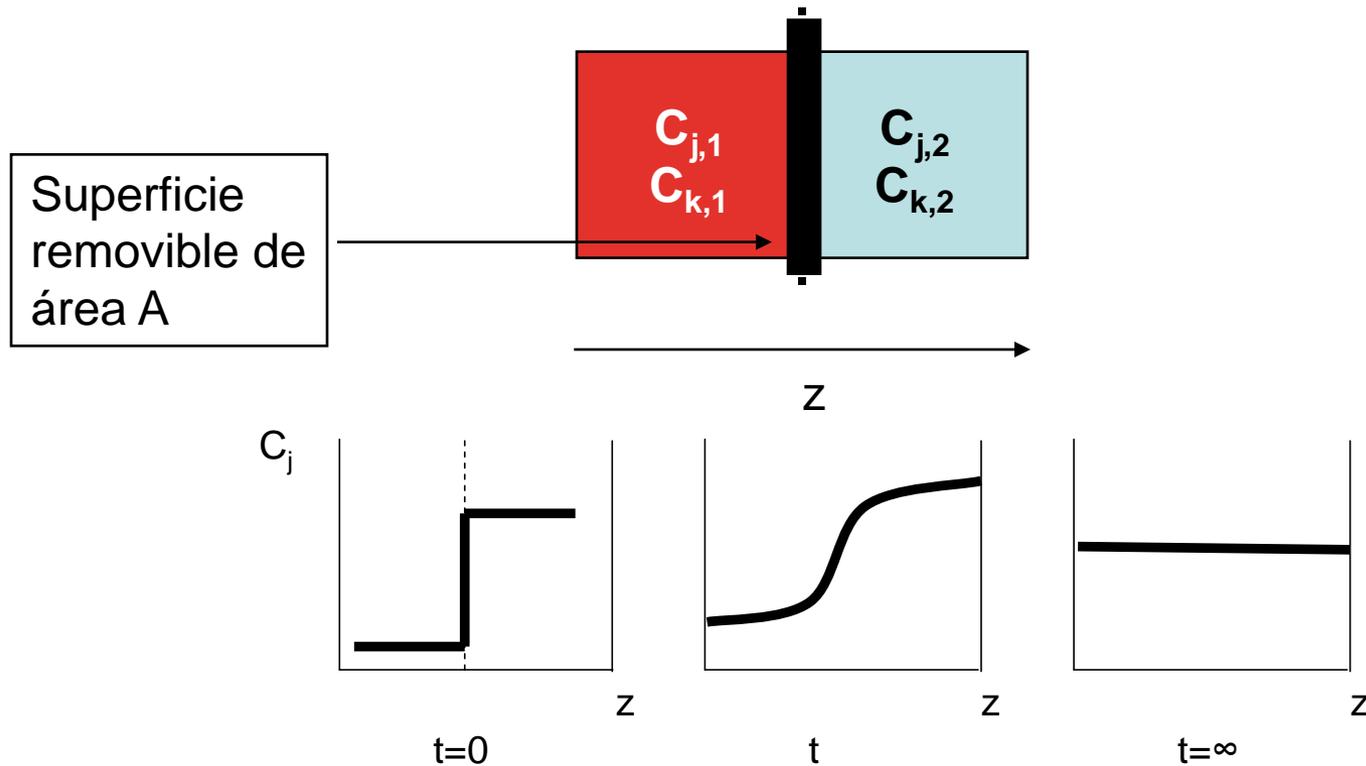
Si hay una diferencia de presión ΔP en una conducción de longitud l

$$\frac{\Delta V}{\Delta t} = -\frac{\pi r^4}{8\eta} \frac{\Delta P}{l}$$

(líquidos)

2. Leyes Fenomenológicas

• Difusión



$$\frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} A \frac{dc_j}{dz}$$

Primera ley de Fick (1-D)

$$\vec{J}_n = -D_{jk} \vec{\nabla} c_j$$

Primera ley de Fick (3-D)

2. Leyes Fenomenológicas

• Difusión

$$\frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} A \frac{dc_j}{dz}$$

D Coeficiente de difusión

Unidades \Rightarrow m^2s^{-1} (SI) y cm^2s^{-1} (CGS)

En general $D_{j,k} \neq D_{k,j}$ $\left\{ \begin{array}{l} D_{Ni-Cu}^{\infty}(1025^{\circ}C, 1atm) = 10^{-9} cm^2 s^{-1} \\ D_{Cu-Ni}^{\infty}(1025^{\circ}C, 1atm) = 10^{-11} cm^2 s^{-1} \end{array} \right.$

Gases

(0°C, 1 atm)	H ₂ -O ₂	He-Ar	O ₂ -N ₂	O ₂ -CO ₂	CO ₂ -CH ₄	CO-C ₂ H ₄
D _{jk} /(cm ² s ⁻¹)	0,7	0,64	0.18	0.14	0.15	0.12

Líquidos

i H ₂ O (25°C, 1 atm)	N ₂	LiBr	NaCl	n-C ₄ H ₉ OH	Sacarosa	Hemoglobina
D _{i,H₂O} [∞] /(cm ² s ⁻¹)	1.6 10 ⁻⁵	1.4 10 ⁻⁵	2.2 10 ⁻⁵	0.56 10 ⁻⁵	0.52 10 ⁻⁵	0,07 10 ⁻⁵

Sólido

(20°C, 1 atm)	Bi-Pb	Sb-Ag	Al-Cu
D _{i,j} [∞] /(cm ² s ⁻¹)	10 ⁻¹⁶	10 ⁻²¹	10 ⁻³⁰

$$D(g) > D(l) > D(s)$$

2. Leyes Fenomenológicas

- **Difusión**

D Coeficiente de difusión

$$\frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} A \frac{dc_j}{dz}$$

$$D_{jk} = D_{jk}(T, P, \text{composición})$$

- Dependencia con la composición

En gases varía ligeramente.

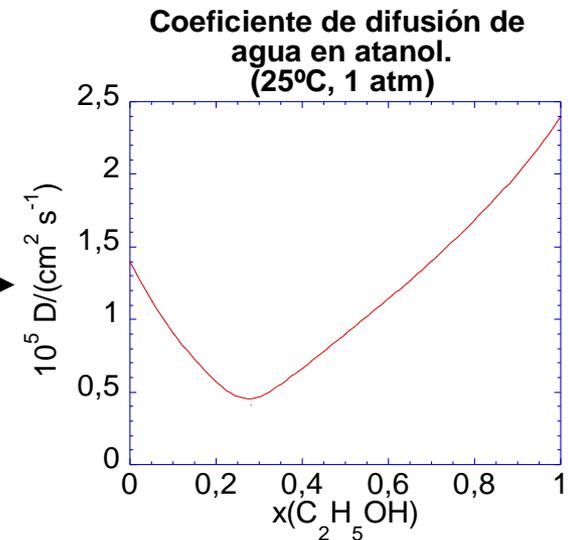
En líquidos y sólidos varía fuertemente.

- Dependencia con T

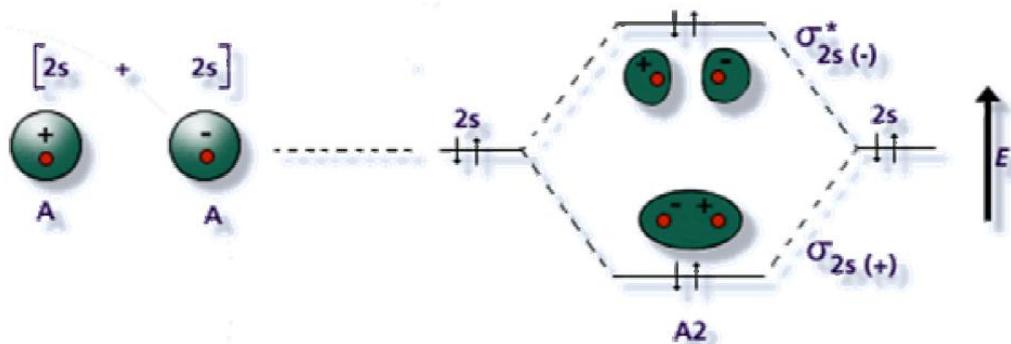
Gases, líquidos y sólidos: $T \uparrow \Rightarrow D \uparrow$

- Dependencia con P

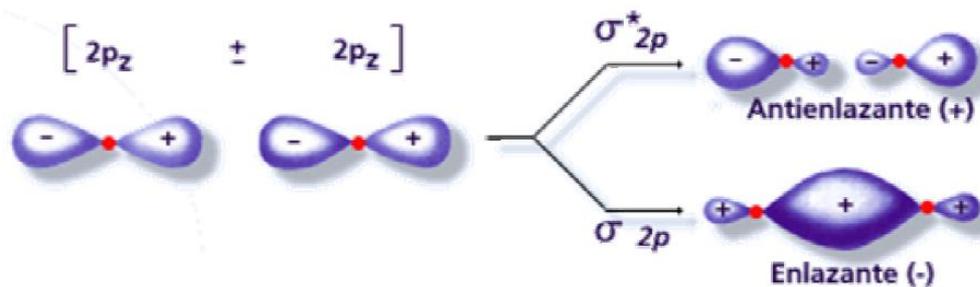
Gases: $P \uparrow \Rightarrow D \downarrow$



Enlace Covalente



Formación de los OM en la molécula de hidrógeno



Formación de los OM en la molécula de flúor

3. FT en Gas Esferas Rígidas

Objetivo: Obtener una expresión que nos permita calcular coeficientes de transporte de *gases* a partir de información microscópica.

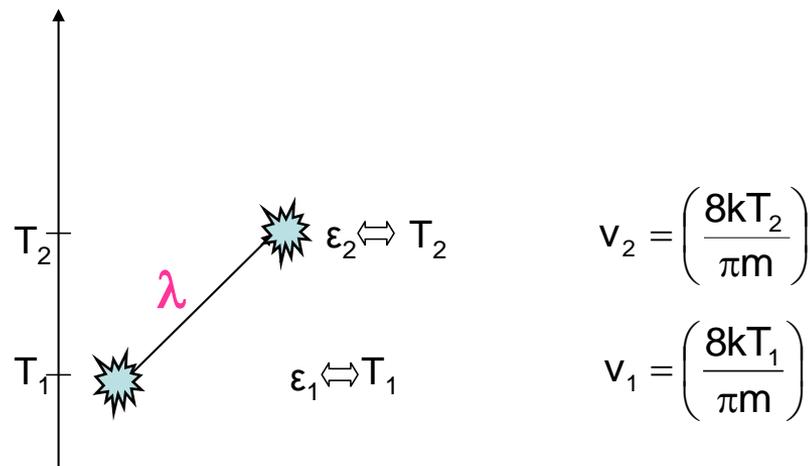
Se hace uso de la **Teoría Cinética de Gases**

- **Tratamiento riguroso.**
 - Las ecuaciones fueron obtenidas por Maxwell y Boltzman entre 1860-1870.
 - Las resuelven en 1917 Chapman-Enskog.
 - Es un tratamiento complejo física y matemáticamente.
- **Tratamiento sencillo.**
 - Resultados cualitativamente correctos.
 - Resultados cuantitativamente incorrectos.

3. FT en Gas Esferas Rígidas

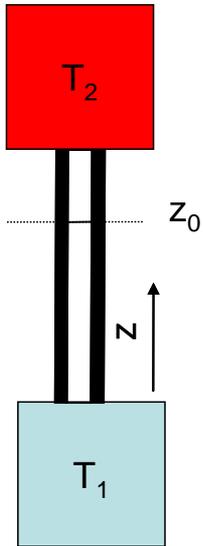
Aproximaciones:

- 1 Las moléculas son esferas rígidas con diámetro d .
- 2 La velocidad de las moléculas será igual a la velocidad promedio.
 $v_i = \langle v \rangle$
- 3 La distancia que recorre una molécula entre dos colisiones seguidas es el recorrido libre medio λ .
- 4 En cada colisión se ajustan las propiedades molecular al valor promedio correspondiente a esa posición.



3. FT en Gas Esferas Rígidas

3.1. Conductividad Térmica

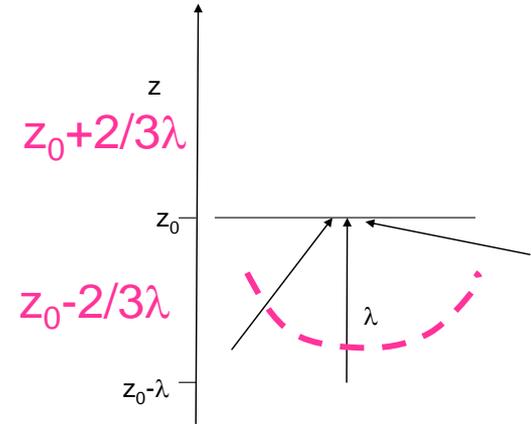


$$J_z = J_{\uparrow} - J_{\downarrow} = \varepsilon_{\uparrow} dN_{\uparrow} - \varepsilon_{\downarrow} dN_{\downarrow}$$

$$dN_{\uparrow} = dN_{\downarrow} = Z_P(z_0) = \frac{1}{4} \frac{N}{V} \langle v \rangle$$

$$\varepsilon_{\uparrow} = \varepsilon(z_0 - \frac{2}{3}\lambda) = \varepsilon_0 - \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} \right)_0 \frac{2}{3}\lambda$$

$$\varepsilon_{\downarrow} = \varepsilon(z_0 + \frac{2}{3}\lambda) = \varepsilon_0 + \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} \right)_0 \frac{2}{3}\lambda$$

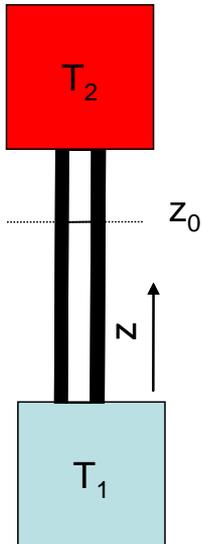


$$J_z = \frac{1}{4} \frac{N}{V} \langle v \rangle [\varepsilon_{\uparrow} - \varepsilon_{\downarrow}] = \frac{1}{4} \frac{N}{V} \langle v \rangle \left[\varepsilon_0 - \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} \right)_0 \frac{2}{3}\lambda - \left(\varepsilon_0 + \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} \right)_0 \frac{2}{3}\lambda \right) \right]$$

$$= \frac{1}{4} \frac{N}{V} \langle v \rangle \left[-\frac{4}{3}\lambda \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} \right)_0 \right] = -\frac{1}{3} \frac{N}{V} \langle v \rangle \lambda \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} \right)_0$$

3. FT en Gas Esferas Rígidas

3.1. Conductividad Térmica



$$\left. \begin{aligned}
 J_z &= -\frac{1}{3} \frac{N}{V} \langle v \rangle \lambda \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} \right)_0 \\
 J_z &= -\kappa \frac{dT}{dz}
 \end{aligned} \right\} ?$$

$$\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} = \frac{\partial \varepsilon}{\partial T} \frac{dT}{dz} = \frac{\partial \frac{U_m}{N_A}}{\partial T} \frac{dT}{dz} = \frac{1}{N_A} \frac{\partial U_m}{\partial T} \frac{dT}{dz} = \frac{C_{v,m}}{N_A} \frac{dT}{dz}$$

$$\left. \begin{aligned}
 J_z &= -\frac{1}{3} \frac{N}{V} \langle v \rangle \lambda \frac{C_{v,m}}{N_A} \frac{dT}{dz} = -\frac{1}{3} \rho \langle v \rangle \lambda \frac{C_{v,m}}{N_A} \frac{dT}{dz} \\
 J_z &= -\kappa \frac{dT}{dz}
 \end{aligned} \right\}$$

$$\kappa = \frac{1}{3} \lambda \langle v \rangle \rho \frac{C_{v,m}}{N_A}$$

3. FT en Gas Esferas Rígidas

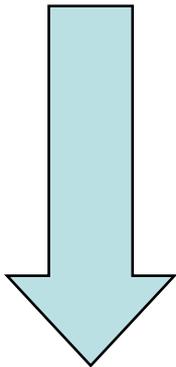
3.1. Conductividad Térmica

$$\kappa = \frac{1}{3} \lambda \langle v \rangle \rho \frac{C_{v,m}}{N_A}$$

Versión aproximada TCG

$$\kappa = \frac{25\pi}{64} \lambda \langle v \rangle \rho \frac{C_{v,m}}{N_A}$$

Versión rigurosa TCG



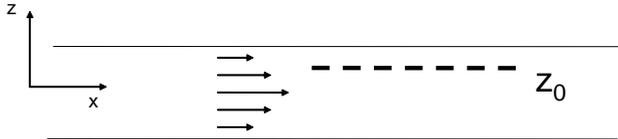
$$\rho = \frac{N}{V} = \frac{P}{kT}$$
$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2}\pi d_1^2} \frac{kT}{P}$$
$$\langle v \rangle = \left(\frac{8kT}{\pi m} \right)^{1/2}$$

$$\kappa = \frac{25}{32} \left(\frac{RT}{\pi M} \right)^{1/2} \frac{1}{N_A d^2} C_{v,m}$$

$$\kappa = \kappa(T^{1/2}, P^0)$$

3. FT en Gas Esferas Rígidas

3.2. Viscosidad



$$J_z = J_{\uparrow} - J_{\downarrow} = p_{\uparrow} dN_{\uparrow} - p_{\downarrow} dN_{\downarrow} = (p_{\uparrow} - p_{\downarrow}) dN$$

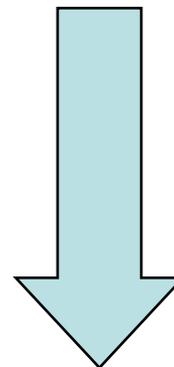
$$\left. \begin{aligned} J_z &= -\frac{1}{3} \rho \langle v \rangle \lambda m \frac{\partial v_x}{\partial z} \\ J_z &= -\eta \frac{\partial v_x}{\partial z} \end{aligned} \right\}$$

$$\eta = \frac{1}{3} \lambda \langle v \rangle \rho m$$

Versión aproximada TCG

$$\eta = \frac{5\pi}{32} \lambda \langle v \rangle \rho m$$

Versión rigurosa TCG



$$\begin{aligned} \rho &= \frac{N}{V} = \frac{P}{kT} \\ \lambda &= \frac{1}{\sqrt{2} \pi d_1^2} \frac{kT}{P} \\ \langle v \rangle &= \left(\frac{8kT}{\pi m} \right)^{1/2} \end{aligned}$$

$$\eta = \frac{5}{16\sqrt{\pi}} \frac{(MRT)^{1/2}}{N_A d^2}$$

$$\eta = \eta(T^{1/2}, P^0)$$

3. FT en Gas Esferas Rígidas

3.3. Difusión

$$J_z = J_{\uparrow} - J_{\downarrow} = \frac{dN_{\uparrow}}{N_A} - \frac{dN_{\downarrow}}{N_A}$$

$$dN_{\downarrow} = Z_p(z_0 + \frac{2}{3}\lambda) = \frac{1}{4} \langle v \rangle N_A c_j(z_0 + \frac{2}{3}\lambda) = \frac{1}{4} \langle v \rangle N_A \left[c_{j0} + \frac{2}{3}\lambda \left(\frac{\partial c_j}{\partial x} \right)_0 \right]$$

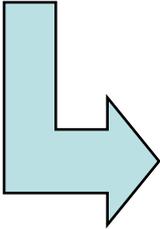
$$dN_{\uparrow} = Z_p(z_0 - \frac{2}{3}\lambda) = \frac{1}{4} \langle v \rangle N_A c_j(z_0 - \frac{2}{3}\lambda) = \frac{1}{4} \langle v \rangle N_A \left[c_{j0} - \frac{2}{3}\lambda \left(\frac{\partial c_j}{\partial x} \right)_0 \right]$$

$$D = \frac{1}{3} \lambda \langle v \rangle$$

Versión aproximada TCG

$$D = \frac{3\pi}{16} \lambda \langle v \rangle$$

Versión rigurosa TCG

$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2} \pi d_1^2} \frac{kT}{P} \quad \langle v \rangle = \left(\frac{8kT}{\pi m} \right)^{1/2}$$


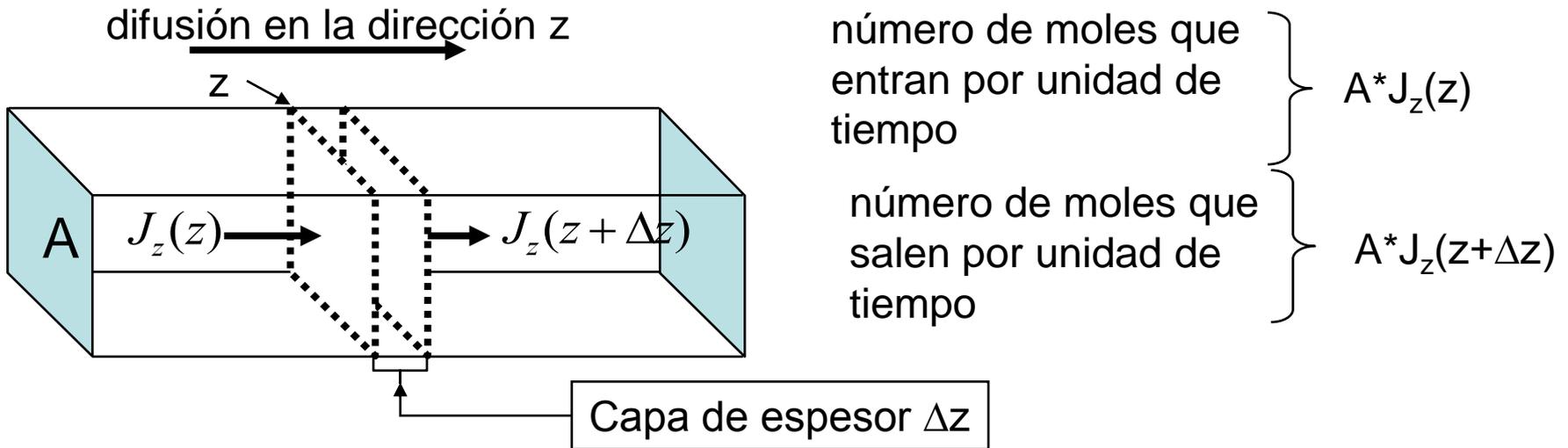
$$D = \frac{3}{8d_1^2} \left(\frac{kT}{\pi m} \right)^{1/2} \frac{kT}{P}$$

$$D = D(T^{3/2}, P^{-1})$$

4. Ecuación de Difusión

En un sistema fuera del equilibrio. $\Rightarrow c=c(x,y,z,t)$

Objetivo: Encontrar la función que describa la variación de la concentración



- Acumulación del número de moles en la capa por unidad de tiempo = entran - salen

$$\frac{\partial n}{\partial t} = A [J_z(z) - J_z(z + \Delta z)]$$

- Dividiendo por el volumen de la capa ($A\Delta z$)

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial n / \partial t}{A \Delta z} = \frac{A [J_z(z) - J_z(z + \Delta z)]}{A \Delta z} \\ \frac{\partial c}{\partial t} = \frac{[J_z(z) - J_z(z + \Delta z)]}{\Delta z} \end{array} \right.$$

4. Ecuación de Difusión

- Si la capa se hace infinitamente delgada. $\frac{\partial c}{\partial t} = \lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{[J_z(z) - J_z(z + \Delta z)]}{\Delta z} = -\frac{\partial J_z}{\partial z}$

$$\boxed{\frac{\partial c}{\partial t} = -\frac{\partial J_z}{\partial z}}$$

Ecuación de continuidad

- Sustituyendo la primera ley de Fick

$$\boxed{J = -D \frac{\partial c}{\partial z}}$$

$$\boxed{\frac{\partial c}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial z} \left(D \frac{\partial c}{\partial z} \right)}$$

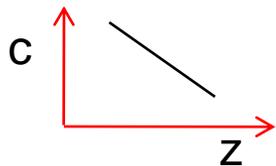
Ecuación de difusión o 2ª ley de Fick

- Si $D \neq f(c)$ y por tanto $D \neq f(z)$.



$$\boxed{\frac{\partial c}{\partial t} = D \frac{\partial^2 c}{\partial z^2}}$$

En el ejemplo que analizamos si se alcanzase un perfil lineal de concentraciones:



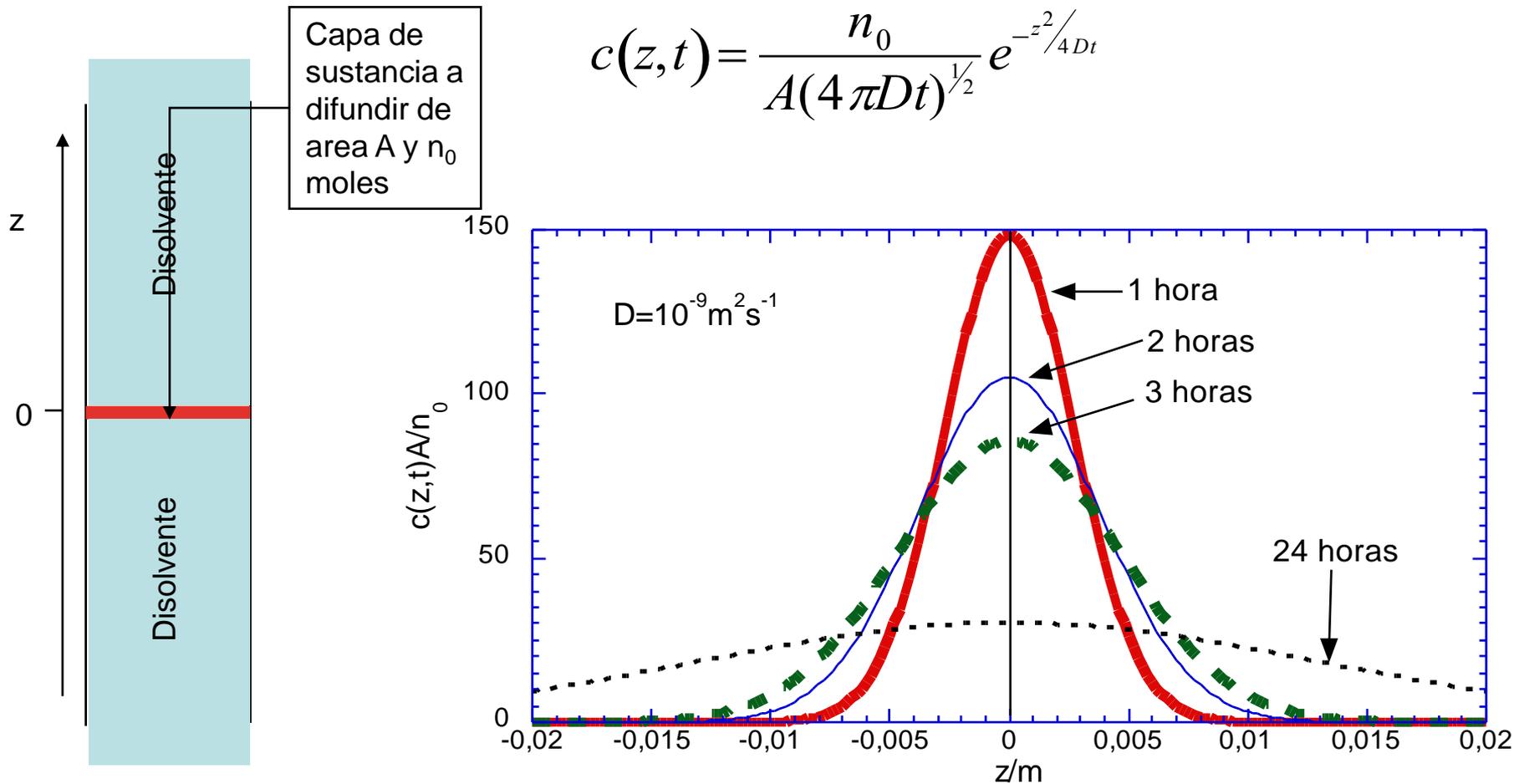
$$\frac{dc}{dz} = \text{cte} \Rightarrow \frac{d^2c}{dz^2} = 0 \Rightarrow \frac{\partial c}{\partial t} = D \frac{\partial^2 c}{\partial z^2} = 0$$

Estado estacionario

4. Ecuación de Difusión

Soluciones a la Segunda Ley de Fick

1) Difusión en una dirección (dos sentidos)



4. Ecuación de Difusión

Soluciones a la Segunda Ley de Fick

1) Difusión en una dirección (dos sentidos)

$$c(z, t) = \frac{n_0}{A(4\pi Dt)^{1/2}} e^{-z^2/4Dt}$$

Probabilidad de encontrar un mol entre z y $z+dz$ en instante t :

$$\begin{aligned} dp(z, t) &= \frac{dn(z, t)}{n_0} \\ dp(z, t) &= \frac{dn(z, t)}{n_0} = \frac{c(z, t)dV}{n_0} = \frac{c(z, t)Adz}{n_0} = \frac{1}{(4\pi Dt)^{1/2}} e^{-z^2/4Dt} dz \\ dp(z, t) &= f(z, t)dz \end{aligned}$$

$$f(z, t) = \frac{1}{(4\pi Dt)^{1/2}} e^{-z^2/4Dt}$$

Función de distribución o densidad de probabilidad

4. Ecuación de Difusión

Soluciones a la Segunda Ley de Fick

1) Difusión en una dirección (dos sentidos)

$$c(z, t) = \frac{n_0}{A(4\pi Dt)^{1/2}} e^{-z^2/4Dt}$$

Cálculo posición media $\langle z \rangle$

$$\langle z(t) \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} z f(z, t) dz = \int_{-\infty}^{+\infty} z \frac{1}{(4\pi Dt)^{1/2}} e^{-z^2/4Dt} dz = \frac{1}{(4\pi Dt)^{1/2}} \int_{-\infty}^{+\infty} z e^{-z^2/4Dt} dz = 0$$

Cálculo distancia recorrida media $\langle z^2 \rangle^{1/2}$

$$\langle z^2(t) \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} z^2 f(z, t) dz = \int_{-\infty}^{+\infty} z^2 \frac{1}{(4\pi Dt)^{1/2}} e^{-z^2/4Dt} dz = \frac{1}{(4\pi Dt)^{1/2}} \int_{-\infty}^{+\infty} z^2 e^{-z^2/4Dt} dz = \frac{2}{(4\pi Dt)^{1/2}} \frac{2\pi^{1/2}}{2^3 \frac{1}{(4Dt)^{3/2}}} = 2Dt$$

$$z_{\text{rms}} = \langle z^2 \rangle^{1/2} = (2Dt)^{1/2}$$

Ley de difusión de Einstein

t=60s	GAS	LÍQUIDO	SÓLIDO
	D=10 ⁻⁵ m ² s ⁻¹	D=10 ⁻⁹ m ² s ⁻¹	D=10 ⁻²⁴ m ² s ⁻¹
z _{rms}	3 cm	0.03 cm	1 Å

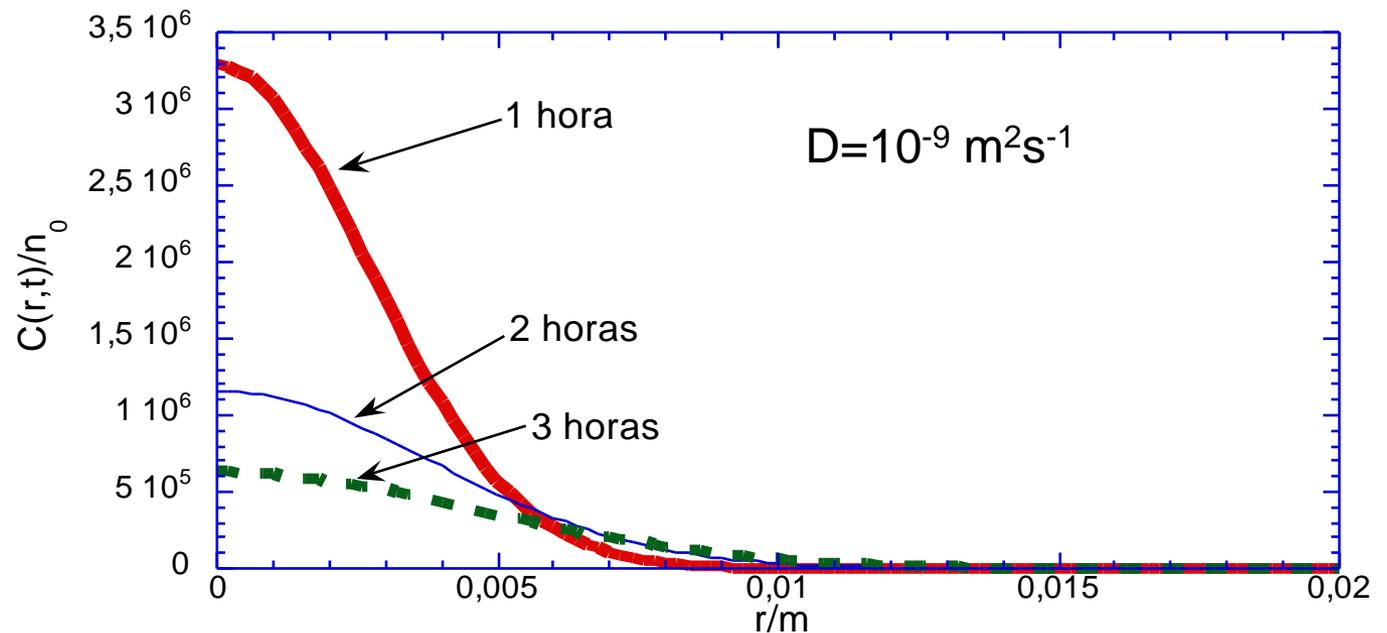
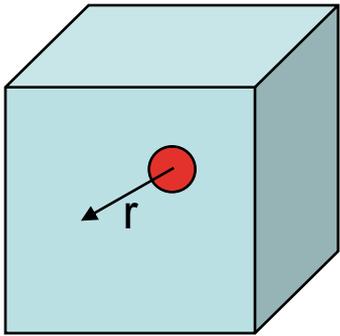
4. Ecuación de Difusión

Soluciones a la Segunda Ley de Fick

2) Difusión tridimensional con simetría esférica

$$\frac{\partial c}{\partial t} = D \nabla^2 c$$

$$c(r,t) = \frac{n_0}{8(\pi Dt)^{3/2}} e^{-r^2/4Dt}$$



4. Ecuación de Difusión

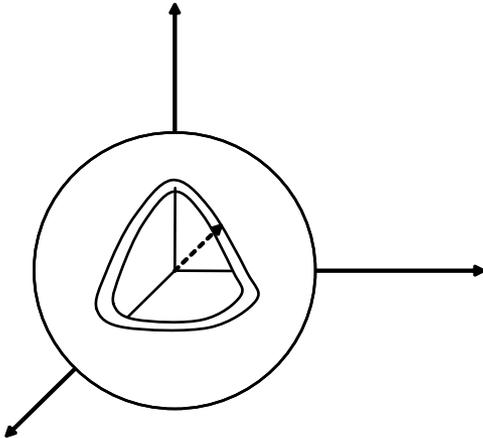
Soluciones a la Segunda Ley de Fick

2) Difusión tridimensional con simetría esférica

$$c(r, t) = \frac{n_0}{8(\pi Dt)^{3/2}} e^{-r^2/4Dt}$$

Probabilidad de encontrar un mol entre r y $r+dr$ en instante t :

$$\begin{aligned} dp(r, t) &= \frac{dn(r, t)}{n_0} \\ dp(r, t) &= \frac{dn(r, t)}{n_0} = \frac{c(r, t)dV}{n_0} = \frac{c(r, t)4\pi r^2 dr}{n_0} = \frac{4\pi r^2}{8(\pi Dt)^{3/2}} e^{-r^2/4Dt} dr \\ dp(r, t) &= f(r, t) dr \end{aligned}$$



$$f(r, t) = \frac{4r^2}{2\pi^{1/2}(Dt)^{3/2}} e^{-r^2/4Dt}$$

Función de distribución o densidad de probabilidad

4. Ecuación de Difusión

Soluciones a la Segunda Ley de Fick

2) Difusión tridimensional con simetría esférica

$$c(r, t) = \frac{n_0}{8(\pi Dt)^{3/2}} e^{-r^2/4Dt}$$

Cálculo distancia recorrida media $\langle r^2 \rangle^{1/2}$

$$\langle r^2 \rangle = \int_0^{\infty} r^2 f(r) dr = \int_0^{\infty} r^2 \frac{r^2 e^{-r^2/4Dt}}{2\pi^{1/2} (Dt)^{3/2}} dr = \frac{1}{2\pi^{1/2} (Dt)^{3/2}} \int_0^{\infty} r^4 e^{-r^2/4Dt} dr = 6Dt$$

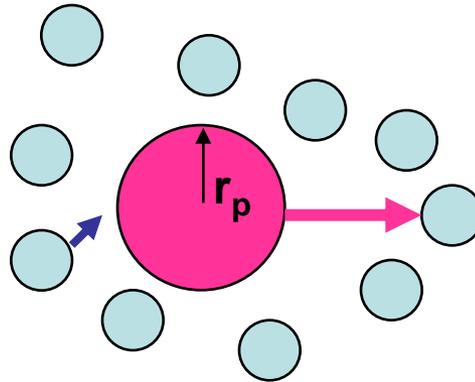
$$r_{\text{rms}} = \langle r^2 \rangle^{1/2} = (6Dt)^{1/2}$$

Ley de difusión de Einstein

$$\langle r^2 \rangle = \langle x^2 + y^2 + z^2 \rangle = \langle x^2 \rangle + \langle y^2 \rangle + \langle z^2 \rangle$$

$$\langle r^2 \rangle = (2Dt) + (2Dt) + (2Dt) = 6Dt$$

5. Difusión en líquidos



- Fuerza de rozamiento

$$\vec{F}_r = -f\vec{v}$$

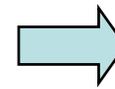
$$\vec{F}_r = -6\pi r_p \eta \vec{v}$$

(Ley Stokes para partículas esféricas)

- Fuerza fluctuante

$$\langle \vec{F}(t) \rangle = 0$$

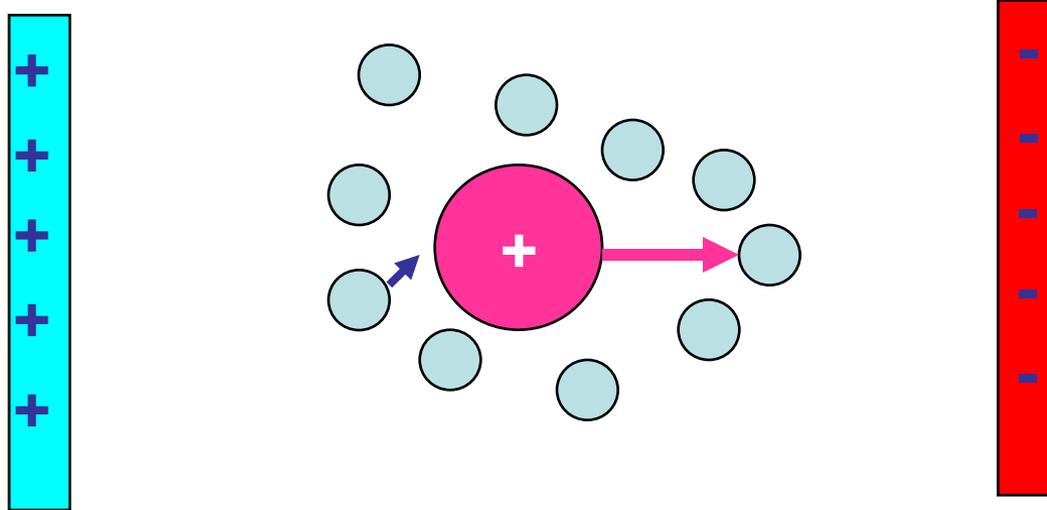
$$m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -f \frac{d\vec{r}}{dt} + \vec{F}(t)$$



$$\left. \begin{aligned} \langle r^2 \rangle &= \frac{kT}{\pi \eta r_p} t \\ \langle r^2 \rangle &= 6Dt \end{aligned} \right\}$$

$$D = \frac{kT}{6\pi \eta r_p}$$

5. Difusión en líquidos



$$m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -f \frac{d\vec{r}}{dt} + \vec{F}(t) + q\vec{E}$$

Movilidad Iónica

$$u = \frac{qD}{kT} = \frac{q}{6\pi\eta r_p}$$