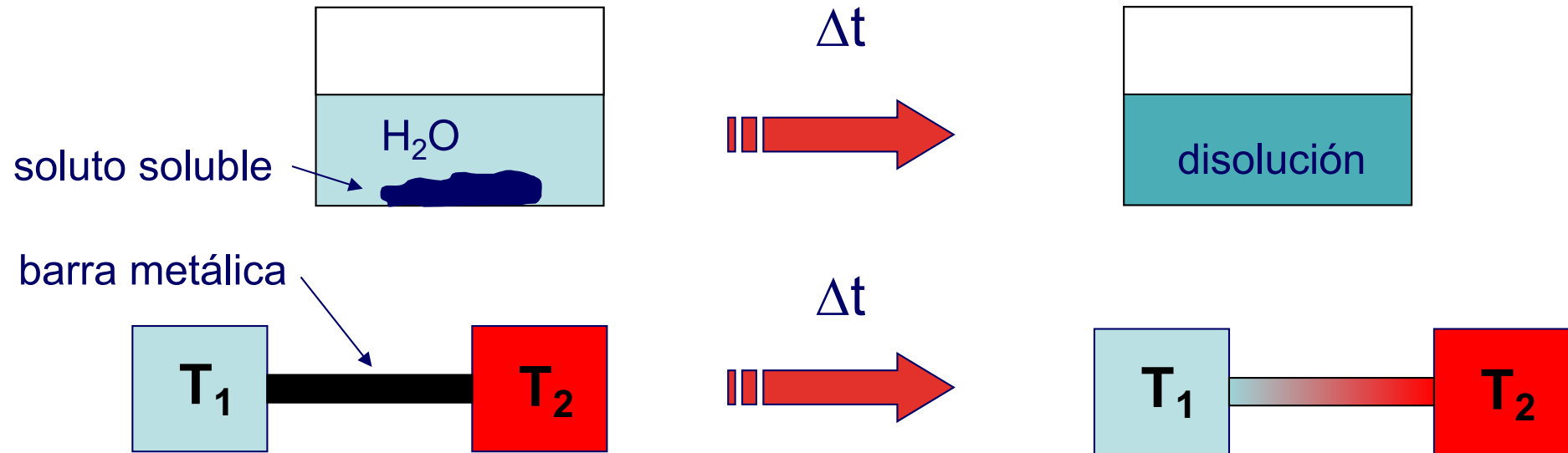


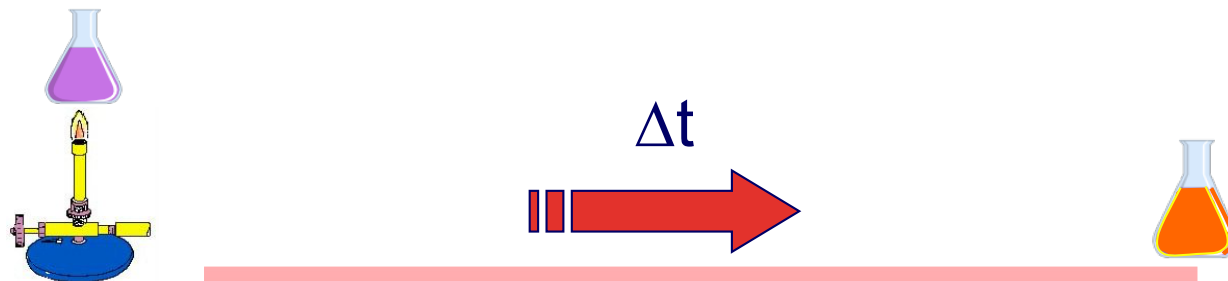
Tema 3. Fenómenos de Transporte

Objetivo:

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



Transporte de materia y/o energía: cinética física



Reacción química: cinética química

Tema 3. Fenómenos de Transporte

1.- Introducción

2.- Tipos de procesos de transporte y propiedades transportadas.

2.1.- Conducción térmica . Ley de Fourier.

2.2.- Viscosidad. Ley de Newton. Ley de Poiseuille.

2.3.- Difusión. Primera ley de Fick.

2.4.- Conducción iónica: Conductividad eléctrica, κ . Ley de Ohm. Migración.

3.- Fenómenos de transporte en gas de esferas rígidas.

3.1.- Coeficiente de conductividad térmico.

3.2.- Coeficiente de viscosidad.

3.3.- Coeficiente de difusión.

4.- Ecuación general de la difusión.

4.1.- Segunda ley de Fick.

4.2.- Soluciones de la ecuación de difusión.

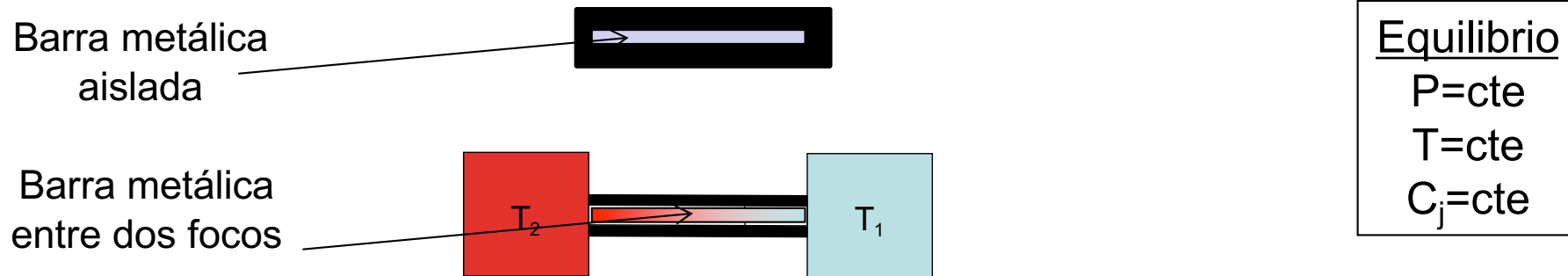
4.3.- Difusión con convección. Ecuación general de la difusión

4.4.-. Conductividad molar. Ley de Kohlrausch. Movilidad iónica.

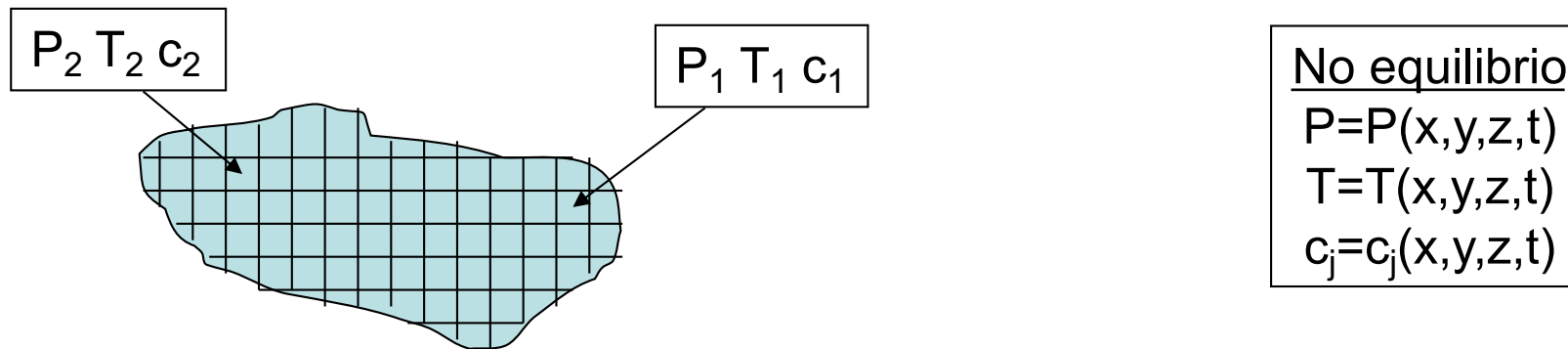
Ecuación de Einstein. Relaciones de Nernst-Einstein.

1. Introducción

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



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.

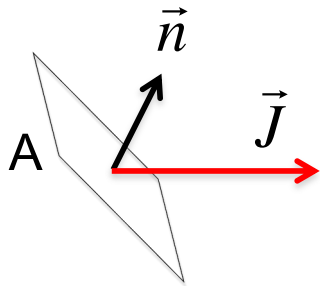
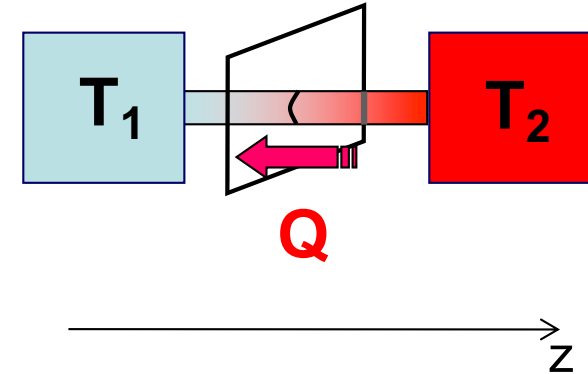


1. introducción

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

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**

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**

$$J_{Q,z} = \frac{1}{A} \frac{dQ}{dt} = -\kappa \frac{dT}{dz}$$

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)

$$J_z = \frac{1}{A} \frac{dX}{dt} = -L \frac{dY}{dz} = 0$$



No hay transporte, las variables no cambiarán en el tiempo

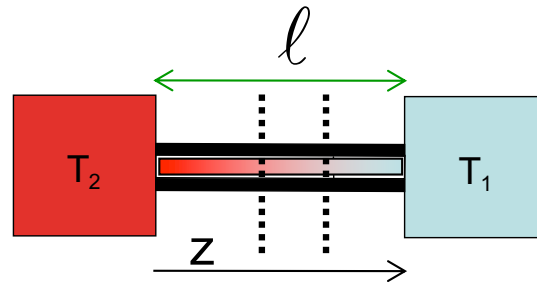


Equilibrio
P=cte
T=cte
C_j=cte

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 Δt)

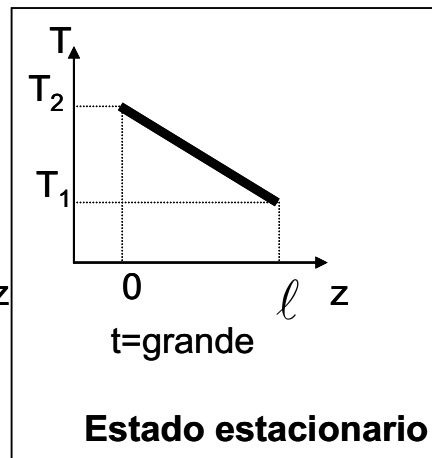
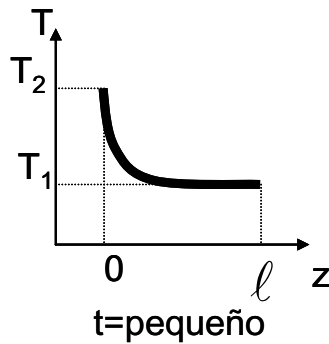
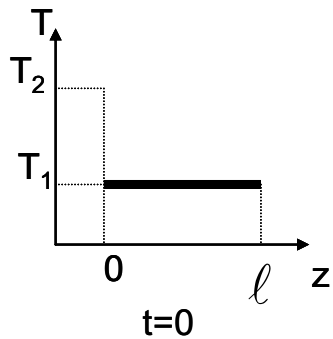
$T = T(x, y, z)$
 $T \neq T(t)$

Estado Estacionario

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

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

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



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

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

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

Magnitud transportada

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

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	$\frac{1}{A} \frac{dq}{dt} \equiv J_{q,z} = -\sigma \frac{\partial \mathcal{V}}{\partial z}$
Viscosidad.	Cantidad de movimiento.	Diferencia de velocidad.	Newton	$\frac{1}{A} \frac{d(mv_x)}{dt} \equiv J_{q,z} = -\eta \frac{\partial v_x}{\partial z}$

2. Leyes Fenomenológicas

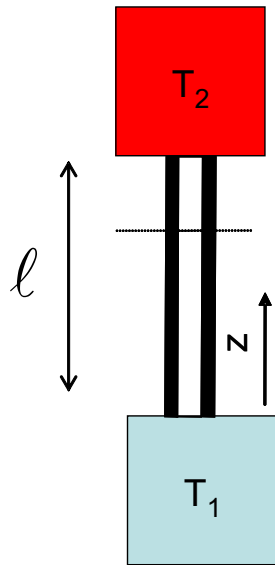
$$J_z = \frac{1}{A} \frac{dX}{dt} = -L \frac{dY}{dz}$$

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

- Conductividad Térmica
- Viscosidad
- Difusión
- Conductividad Eléctrica

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

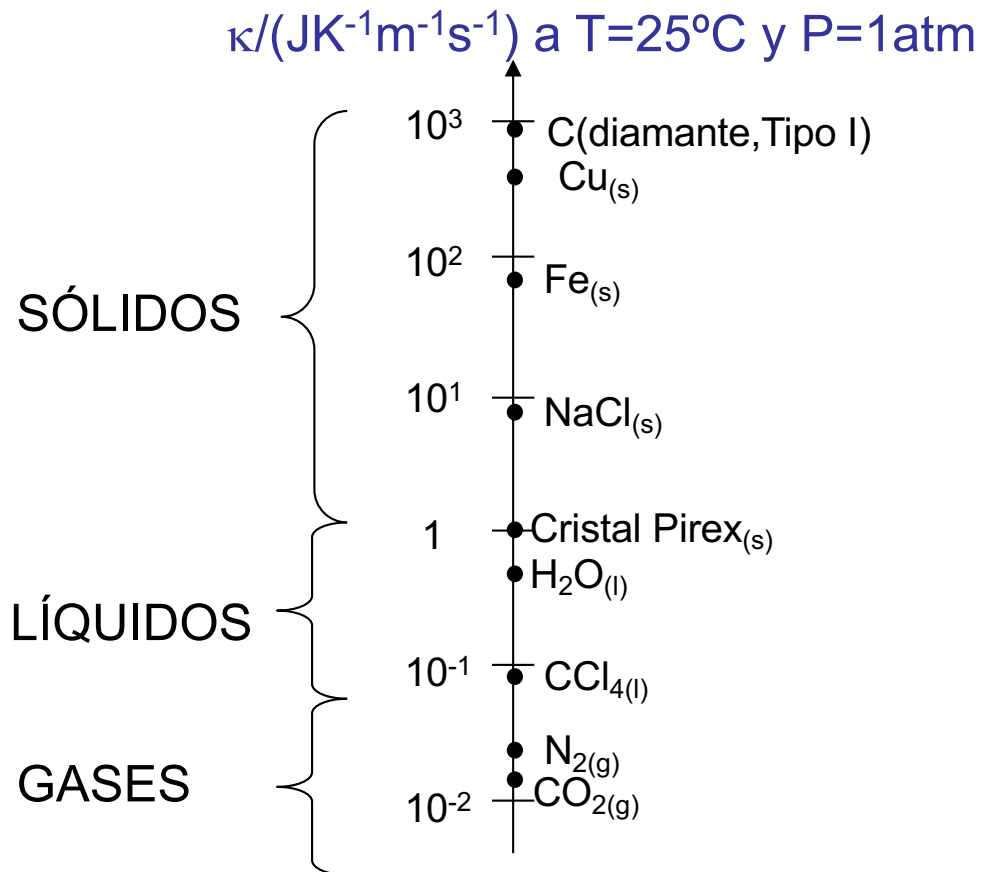
2. Leyes Fenomenológicas

- **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

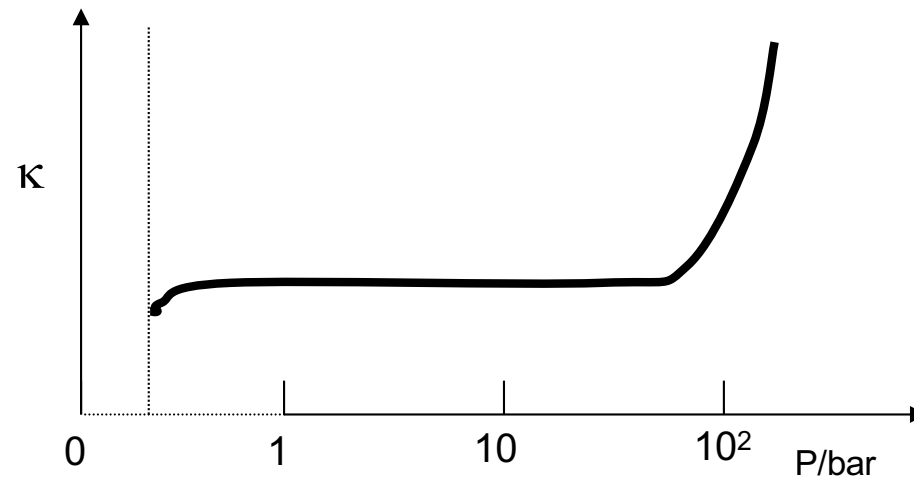
- **Conductividad Térmica**

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

- Conductividad Térmica

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



$\kappa (J \cdot K^{-1} \cdot m^{-1} \cdot s^{-1})$

~80

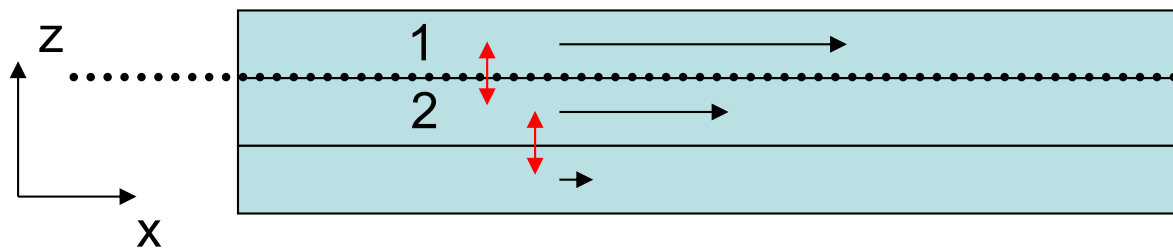
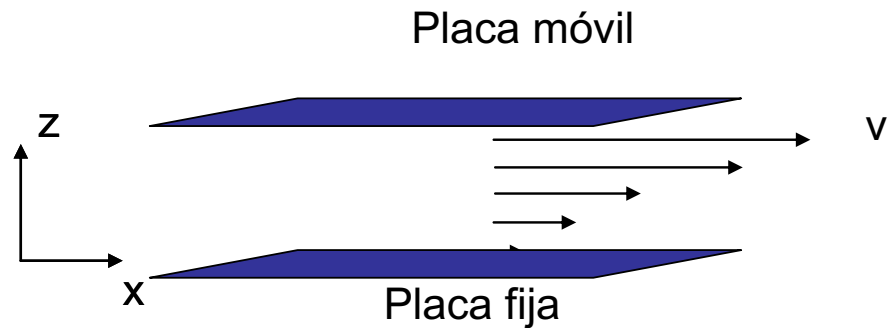
~0.03

~0.1

~0.8

2. Leyes Fenomenológicas

• Viscosidad



Superficie de contacto entre capa 1 y 2

- La capa 1 acelera a la 2 y la 2 frena a la 1.

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

Ley de Newton de la viscosidad

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

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

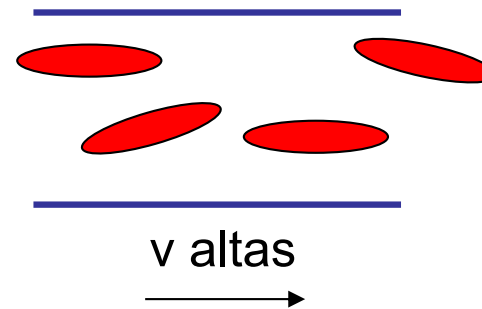
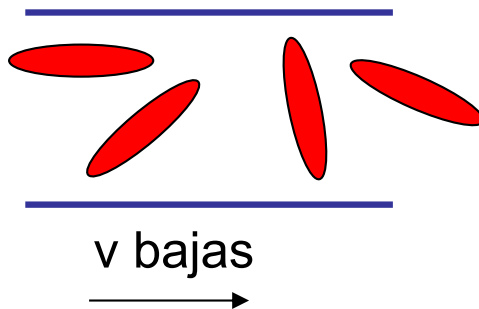
2. Leyes Fenomenológicas

- **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)



<https://www.youtube.com/watch?v=yszjD7NgLYQ>

2. Leyes Fenomenológicas

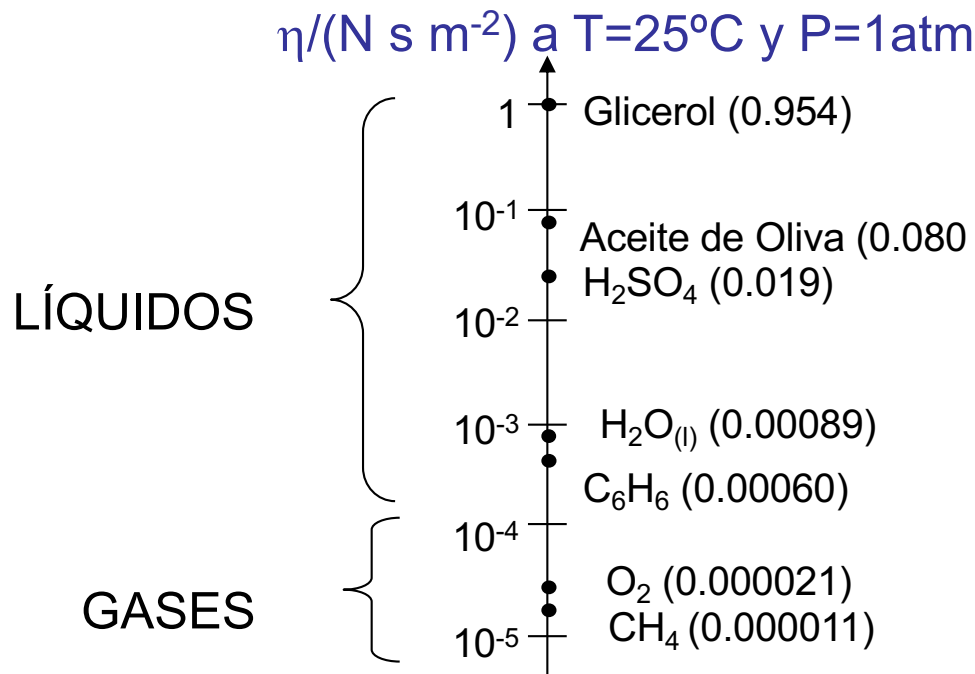
- **Viscosidad**

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

η Coeficiente de viscosidad

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

Sistema cgs $\Rightarrow \text{Poise} \equiv \text{P} \equiv \text{dyn}\cdot\text{s}\cdot\text{cm}^{-2}$ ($1 \text{ dyn}\cdot\text{s}\cdot\text{cm}^{-2} = 0.1 \text{ N}\cdot\text{s}\cdot\text{m}^{-2}$)



2. Leyes Fenomenológicas

- **Viscosidad**

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

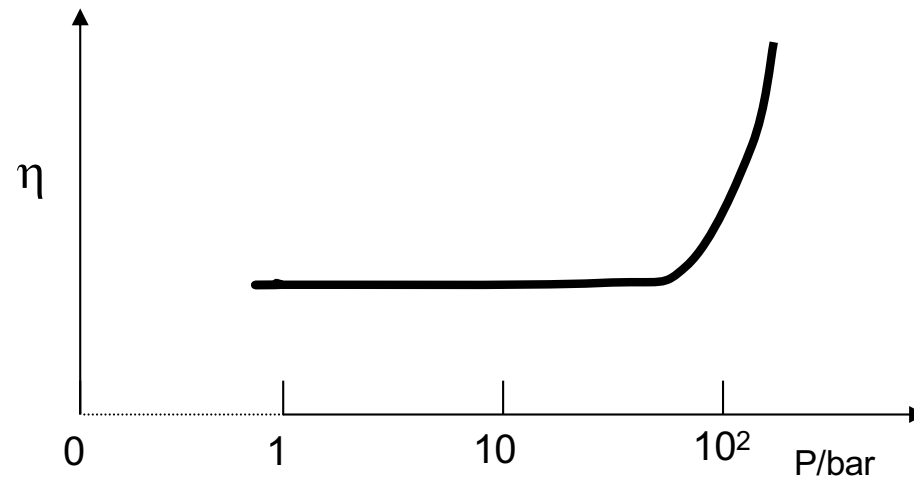
η Coeficiente de viscosidad

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

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

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

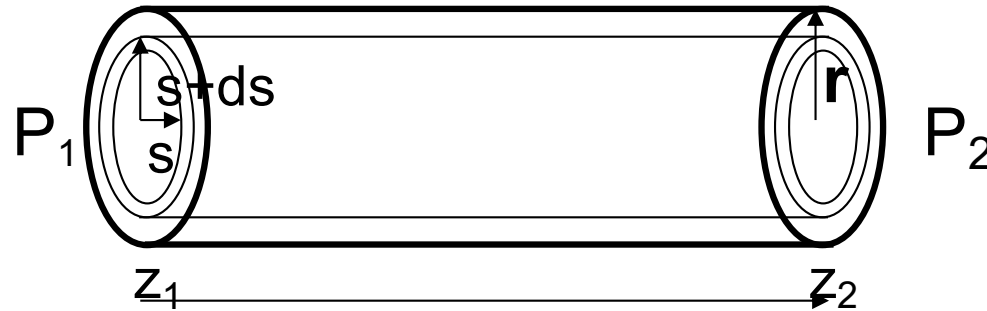
Gases:



2. Leyes Fenomenológicas

- **Viscosidad**

Ley de Poiseuille



Ecuación de movimiento para cada capa

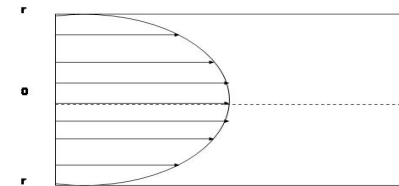
$$F_{\text{hidrostatica}} + F_{\text{rozamiento}} = 0$$



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



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



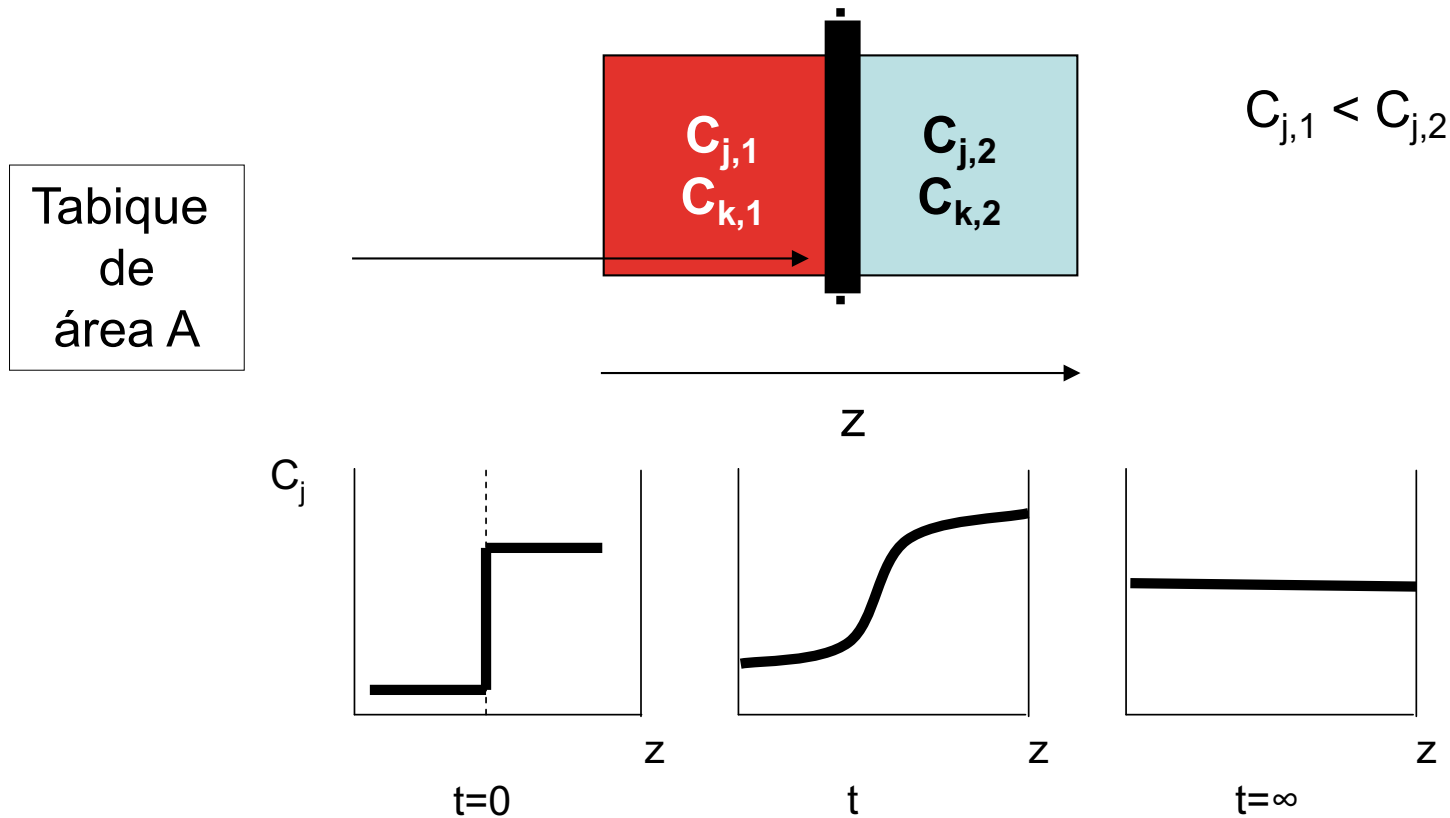
Si hay una diferencia de presión ΔP en una conducción de longitud l

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

(líquidos)

2. Leyes Fenomenológicas

• Difusión



$$\frac{1}{A} \frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} \frac{dc_j}{dz}$$

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

Primera ley de Fick (1-D)

$$\mu_j = \mu_j^0 + RT \ln a_j \approx \mu_j^0 + RT \ln c_j \quad \frac{d\mu_j}{dz} = \frac{RT}{c_j} \frac{dc_j}{dz}$$

Primera ley de Fick (3-D)

$$\frac{1}{A} \frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} \frac{c_j}{RT} \frac{d\mu_j}{dz}$$

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

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

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
$D_{jk}/(cm^2s^{-1})$	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
$D_{i,H_2O}^{\infty}/(cm^2s^{-1})$	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
$D_{i,j}^{\infty}/(cm^2s^{-1})$	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 muy ligeramente.

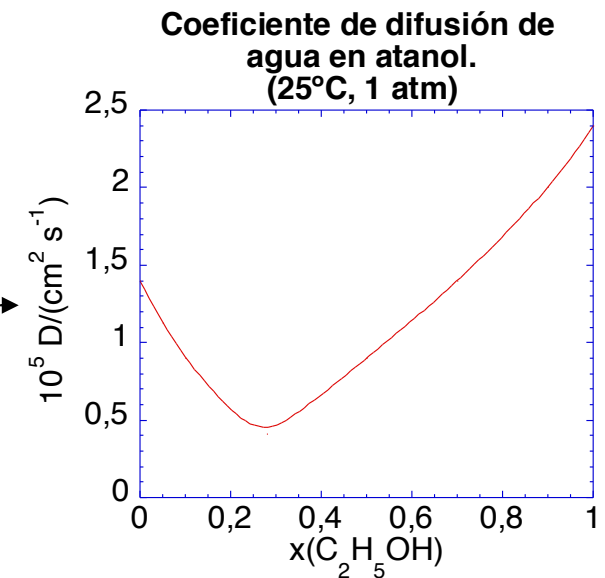
En líquidos y sólidos varía fuertemente.

- Dependencia con T

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

- Dependencia con P

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

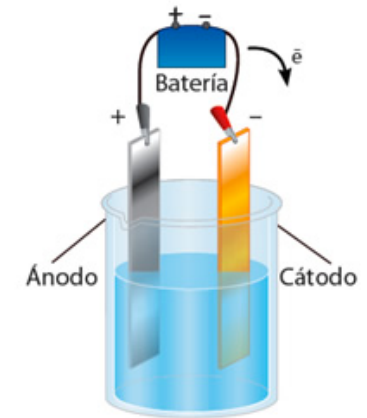


2. Leyes Fenomenológicas

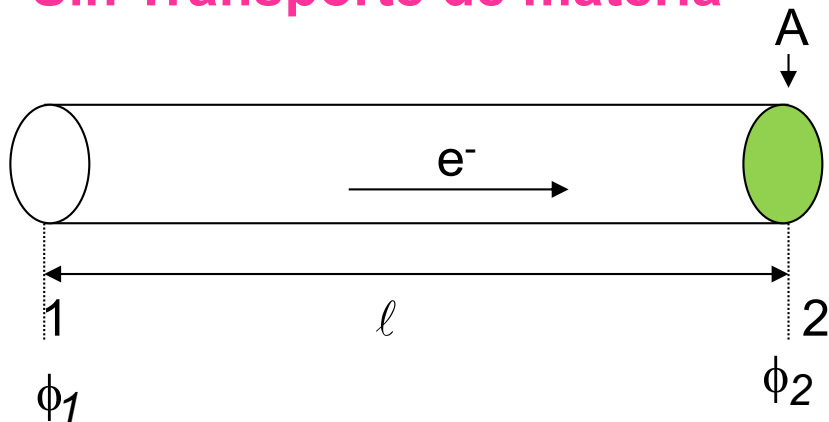
• Conductividad Eléctrica

Transporte de carga como consecuencia de un gradiente del potencial eléctrico. Puede ser de dos tipos:

- ➔ Sin transporte de materia (desplazamiento de electrones)
- ➔ Con transporte de materia (desplazamiento de iones) o *migración*



Sin Transporte de materia



$$\frac{dq}{dt} = -\sigma \cdot A \cdot \frac{d\phi}{dz}$$

Ley de Ohm (1-D)

$$J = \frac{1}{A} \frac{dq}{dt} = -\sigma \frac{d\phi}{dz}$$

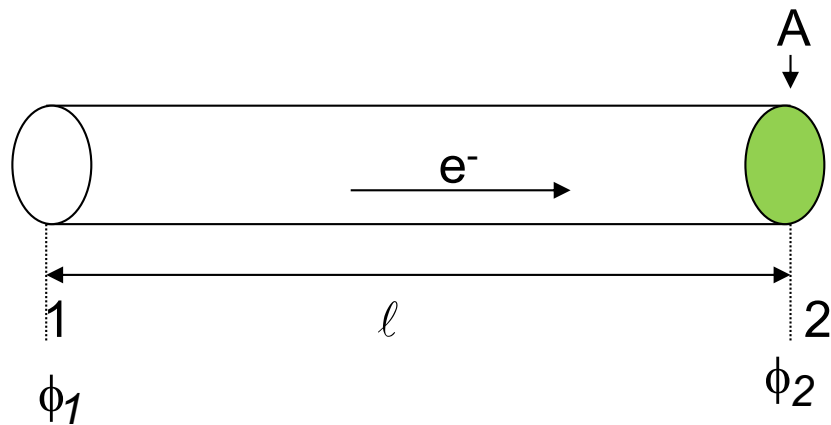
$$\vec{J} = -\sigma \vec{\nabla} \phi$$

Ley de Ohm (3-D)

2. Leyes Fenomenológicas

• Conductividad Eléctrica

Sin Transporte de materia



$$\frac{dq}{dt} = -\sigma \cdot A \cdot \frac{d\phi}{dz}$$

Ley de Ohm (1-D)

$$\frac{d\phi}{dz} = \frac{\phi_2 - \phi_1}{l}$$

$$I = \frac{dq}{dt}$$

$$I = -\sigma \cdot A \cdot \frac{\phi_2 - \phi_1}{l} = \frac{\sigma \cdot A}{l} \cdot (\phi_1 - \phi_2)$$

$$(\phi_1 - \phi_2) = \frac{l}{\sigma \cdot A} I$$

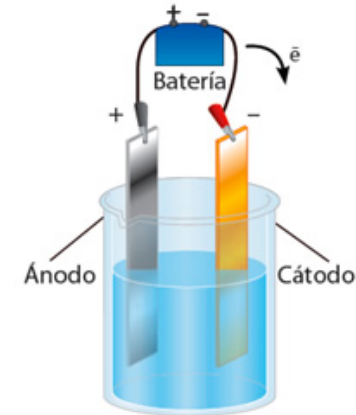
$$V = I \cdot R$$

2. Leyes Fenomenológicas

• Conductividad Eléctrica Migración

Los iones se pueden desplazar debido a:

- Diferencia de concentración (*difusión*)
- Diferencia de potencial eléctrico (*migración*)



Las especies cargadas responden al *potencial electroquímico*

$$\bar{\mu}_j = \mu_j + z_j F \phi \approx \mu_j^0 + RT \ln c_j + z_j F \phi$$

z_j es la carga de ion (+1, -2, ...)
 $F = 96485 \text{ C} \cdot \text{mol}^{-1}$

La ecuación de difusión (primera ley de Fick) quedará modificada:

$$\frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} A \frac{c_j}{RT} \frac{d\mu_j}{dz}$$



$$\frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} A \frac{c_j}{RT} \frac{d\bar{\mu}_j}{dz}$$

$$\frac{d\bar{\mu}_j}{dz} = \frac{RT}{c_j} \frac{dc_j}{dz} + z_j F \frac{d\phi}{dz}$$

$$\frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} A \frac{dc_j}{dz} - D_{jk} A \frac{z_j F c_j}{RT} \frac{d\phi}{dz}$$

Movilidad
iónica

$$\frac{1}{A} \frac{dn_j}{dt} = -D_{jk} \frac{dc_j}{dz} - u_j c_j \frac{d\phi}{dz}$$

$$u_j = \frac{z_j F D_{jk}}{RT}$$

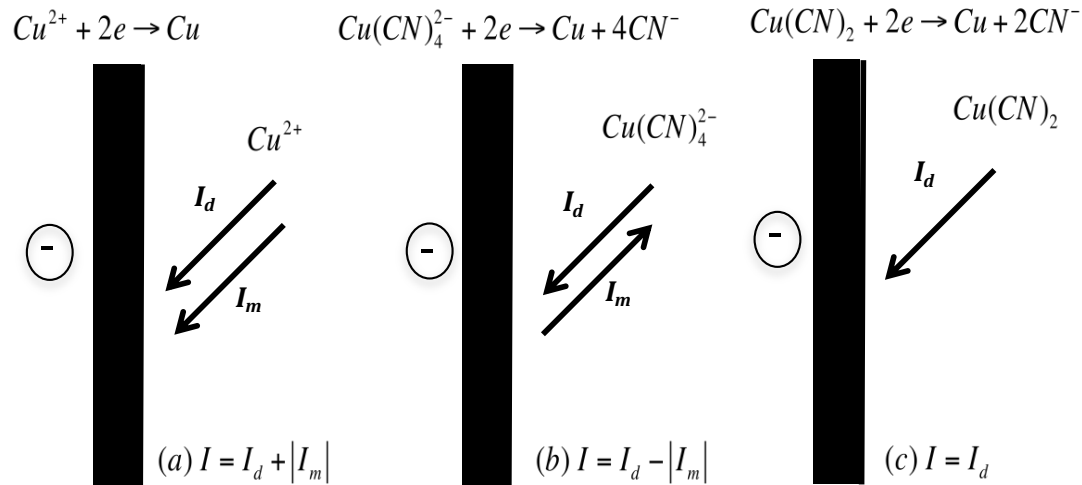
2. Leyes Fenomenológicas

• Conductividad Eléctrica Migración

La intensidad de corriente (carga por unidad de tiempo) debida a la especie j será:

$$I_j = z_j F \frac{dn_j}{dt}$$

$$I_j = -z_j F D_{jk} A \frac{dc_j}{dz} - A z_j F u_j c_j \frac{d\phi}{dz} = I_{d,j} + I_{m,j}$$



3. FT en Gas Esferas Rígidas

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

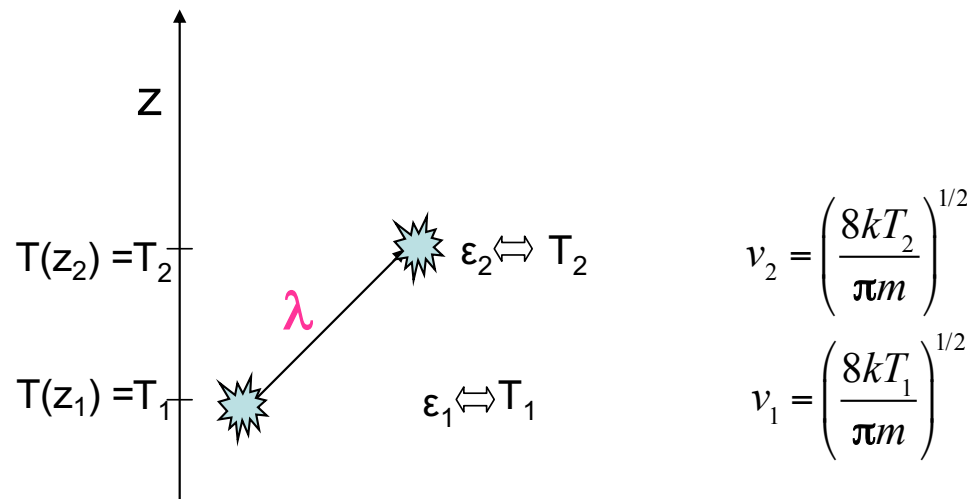
Se hace uso de la **Teoría Cinética de Gases**

- **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 aproximado.**
 - Resultados cualitativamente correctos.
 - Resultados cuantitativamente incorrectos.

3. FT en Gas Esferas Rígidas

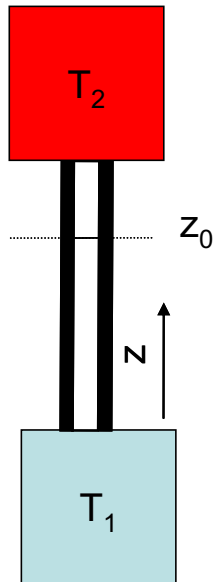
Aproximaciones:

- 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



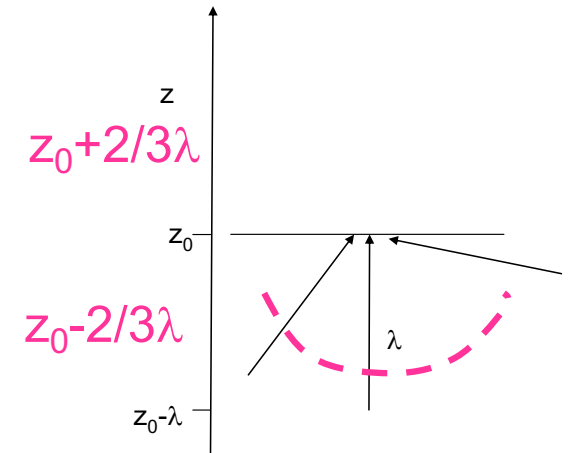
$$J_z = J_{\uparrow} - J_{\downarrow} = \varepsilon_{\uparrow} dN_{\uparrow} - \varepsilon_{\downarrow} dN_{\downarrow}$$

Número de moléculas que llegan a z_0 por unidad de tiempo y de área

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

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

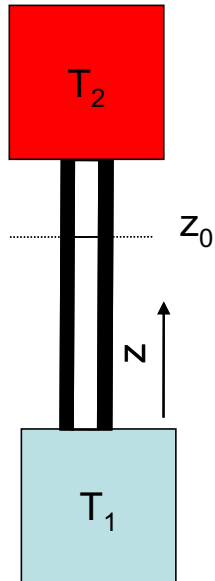
$$\varepsilon_{\downarrow} = \varepsilon(z_0 + \frac{2}{3}\lambda) = \varepsilon_0 + \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial z} \right)_0 \frac{2}{3}\lambda$$



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

3. FT en Gas Esferas Rígidas

3.1. Conductividad Térmica



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

$$J_z = -\kappa \frac{dT}{dz}$$

?

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

$$J_z = -\frac{1}{3} \frac{N}{V} \langle v \rangle \lambda \frac{C_{v,m}}{N_A} \frac{dT}{dz} = -\frac{1}{3} \rho \langle v \rangle \lambda \frac{C_{v,m}}{N_A} \frac{dT}{dz}$$

$$J_z = -\kappa \frac{dT}{dz}$$

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

3. FT en Gas Esferas Rígidas

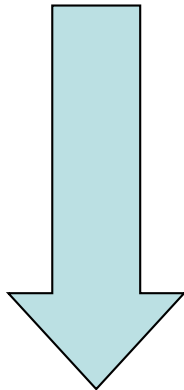
3.1. Conductividad Térmica

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

Versión aproximada TCG

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

Versión rigurosa TCG



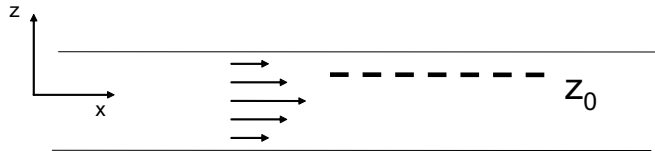
$$\rho = \frac{N}{V} = \frac{P}{kT}$$
$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{kT}{\pi d^2 P}$$
$$\langle v \rangle = \left(\frac{8kT}{\pi m} \right)^{1/2}$$

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

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

3. FT en Gas Esferas Rígidas

3.2. Viscosidad



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

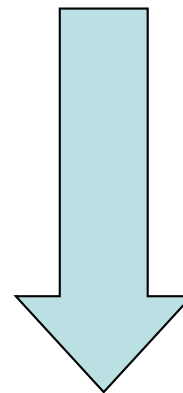
$$\left. \begin{aligned} J_z &= -\frac{1}{3} \rho \langle v \rangle \lambda m \frac{\partial v_x}{\partial z} \\ J_z &= -\eta \frac{\partial v_x}{\partial z} \end{aligned} \right\}$$

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

Versión aproximada TCG

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

Versión rigurosa TCG



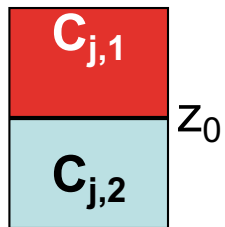
$$\begin{aligned} \rho &= \frac{N}{V} = \frac{P}{kT} \\ \lambda &= \frac{l}{\sqrt{2} \pi d^2} \frac{kT}{P} \\ \langle v \rangle &= \left(\frac{8kT}{\pi m} \right)^{1/2} \end{aligned}$$

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

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

3. FT en Gas Esferas Rígidas

3.3. Difusión



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

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

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

$$J_Z = \frac{dN_{\uparrow}}{N_A} - \frac{dN_{\downarrow}}{N_A} = \frac{1}{4} \langle v \rangle \left[c_{j0} - 2/3\lambda \left(\frac{\partial c_j}{\partial z} \right)_0 \right] - \frac{1}{4} \langle v \rangle \left[c_{j0} + 2/3\lambda \left(\frac{\partial c_j}{\partial z} \right)_0 \right]$$

$$J_Z = \frac{dN_{\uparrow}}{N_A} - \frac{dN_{\downarrow}}{N_A} = \frac{1}{4} \langle v \rangle \left[-4/3\lambda \left(\frac{\partial c_j}{\partial z} \right)_0 \right] = -\frac{1}{3} \langle v \rangle \lambda \left(\frac{\partial c_j}{\partial z} \right)_0$$

3. FT en Gas Esferas Rígidas

3.3. Difusión

$C_{j,1}$
$C_{j,2}$

$$J_z = -\frac{1}{3} \langle v \rangle \lambda \left(\frac{\partial c_j}{\partial z} \right)$$
$$J_z = -D \left(\frac{\partial c_j}{\partial z} \right)$$

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

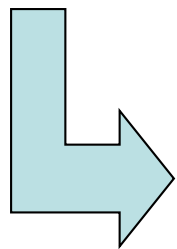
Versión aproximada TCG

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

Versión rigurosa TCG

$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2\pi} d^2} \frac{kT}{P}$$

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



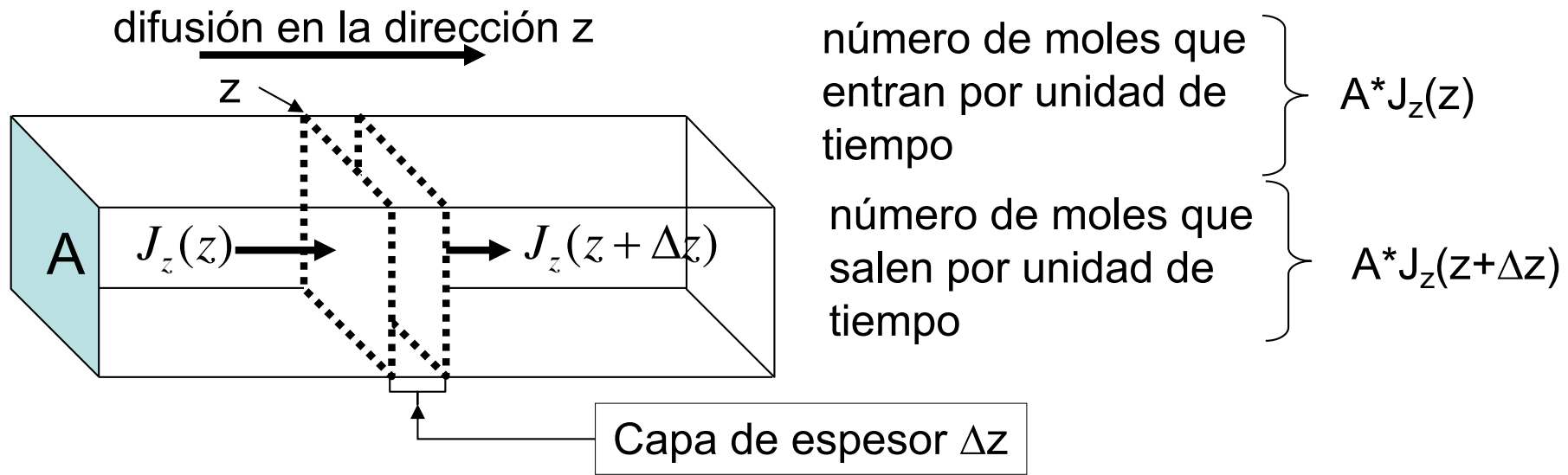
$$D = \frac{3}{8d^2} \left(\frac{kT}{\pi m} \right)^{1/2} \frac{kT}{P}$$

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

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 = entran - salen por unidad de tiempo

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

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

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

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

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

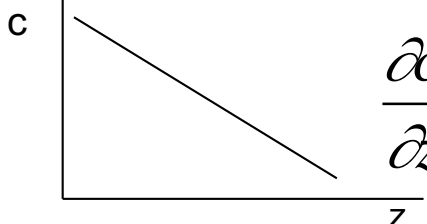
$$\boxed{\frac{\partial c}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial z} \left(D \frac{\partial c}{\partial z} \right)}$$

Ecuación de difusión o 2ª ley de Fick

- Si suponemos que D es aprox. cte \Rightarrow

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

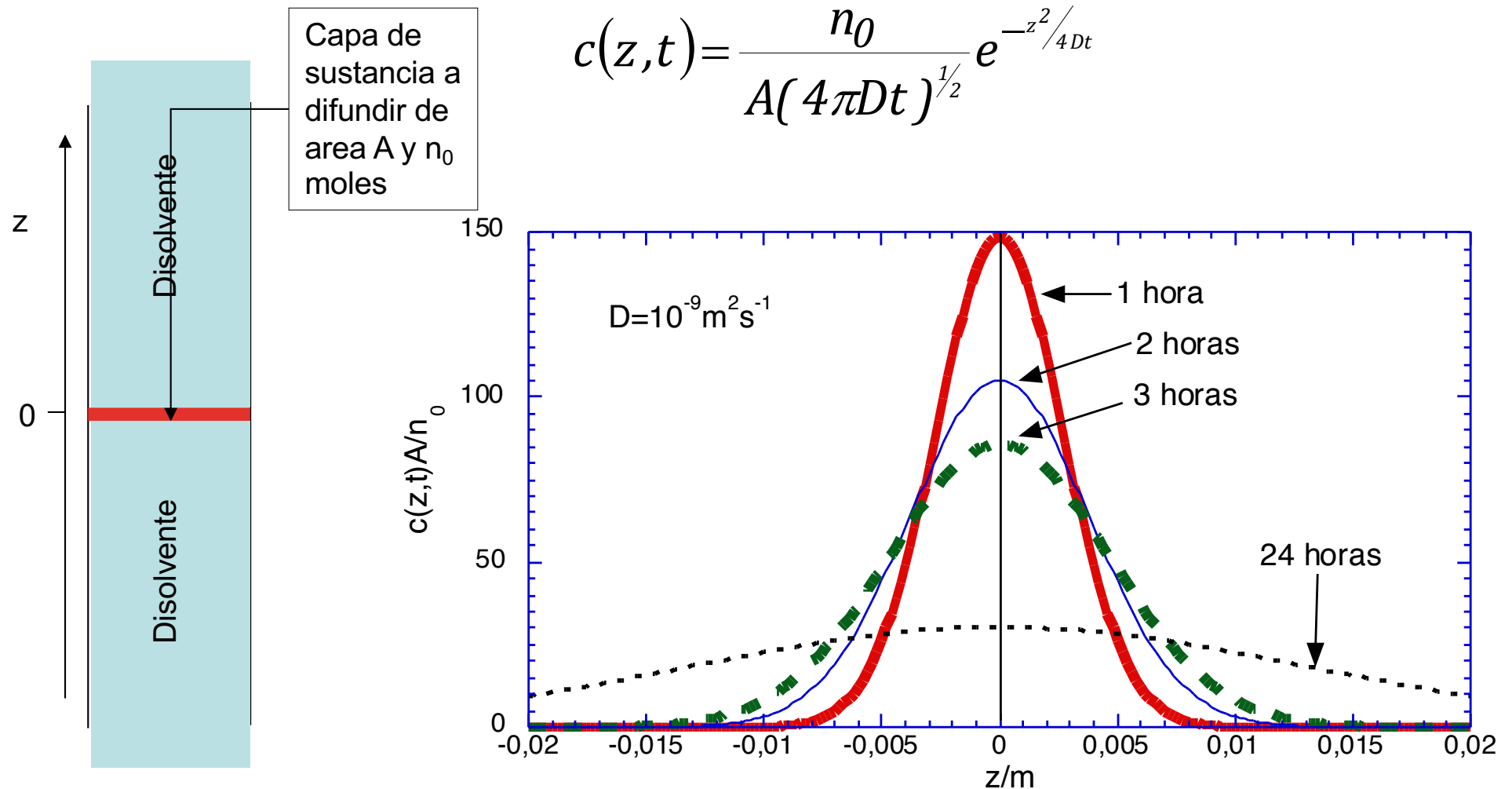
Ejemplo: Un sistema de sección constante donde la concentración varía linealmente con la distancia


$$\frac{\partial c}{\partial z} = cte \Rightarrow \frac{\partial^2 c}{\partial z^2} = 0 \Rightarrow \frac{\partial c}{\partial t} = 0 \Rightarrow \text{Estado estacionario}$$

4. Ecuación de Difusión

Soluciones a la Segunda Ley de Fick

1) Difusión en una dirección (dos sentidos)



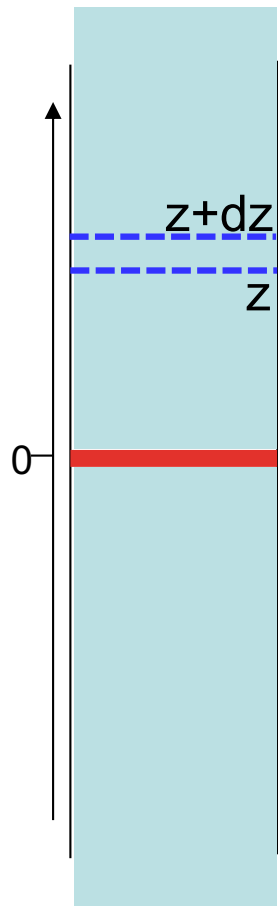
4. Ecuación de Difusión

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 :



$$dp(z, t) = \frac{dn(z, t)}{n_0}$$

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

$$dp(z, t) = f(z, t)dz$$

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

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

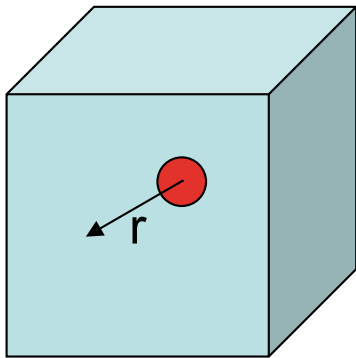
t=60s	GAS	LÍQUIDO	SÍLICO
	D=10 ⁻⁵ m ² s ⁻¹	D=10 ⁻⁹ m ² s ⁻¹	D=10 ⁻²⁴ m ² s ⁻¹
z _{rms}	3 cm	0.03 cm	1 Å

4. Ecuación de Difusión

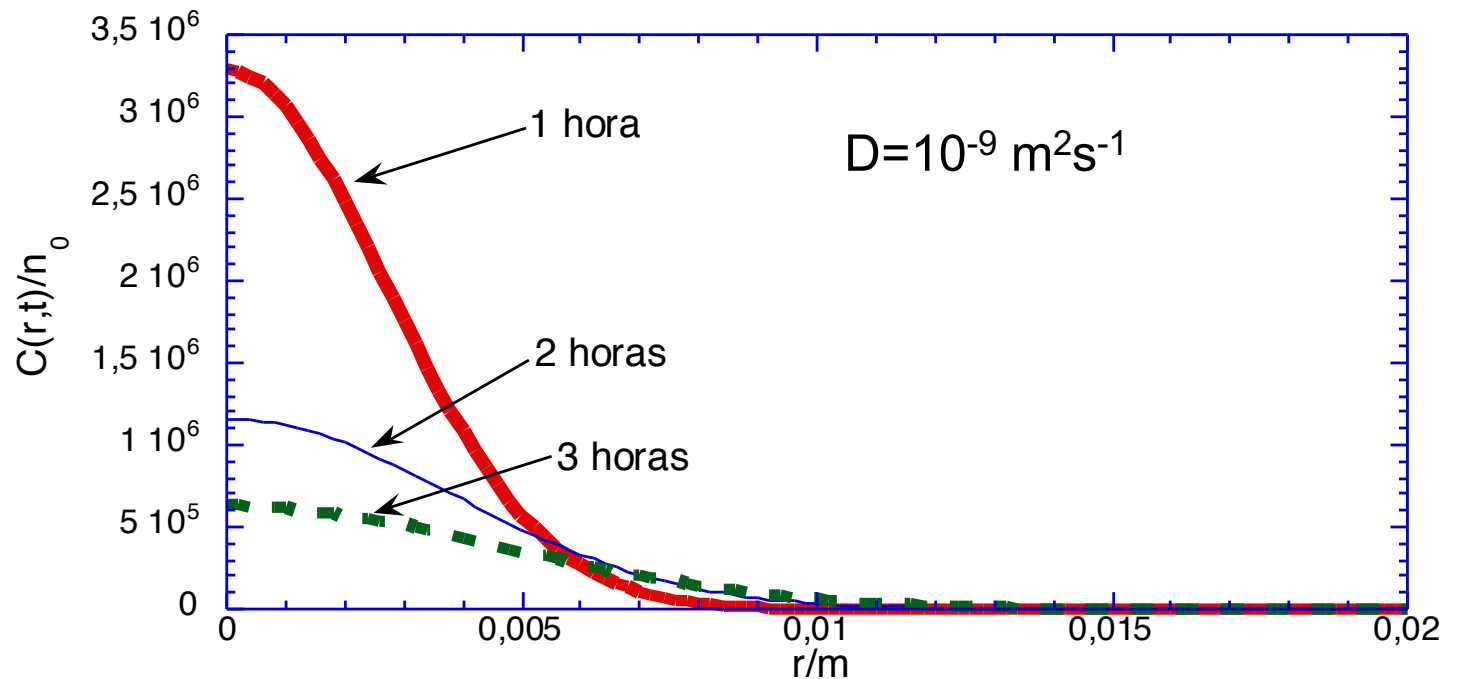
Soluciones a la Segunda Ley de Fick

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

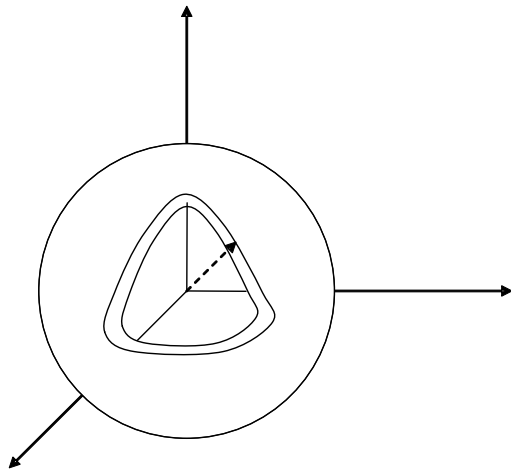
Soluciones a la Segunda Ley de Fick

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 :

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



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

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 $\langle r^2 \rangle^{1/2}$

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

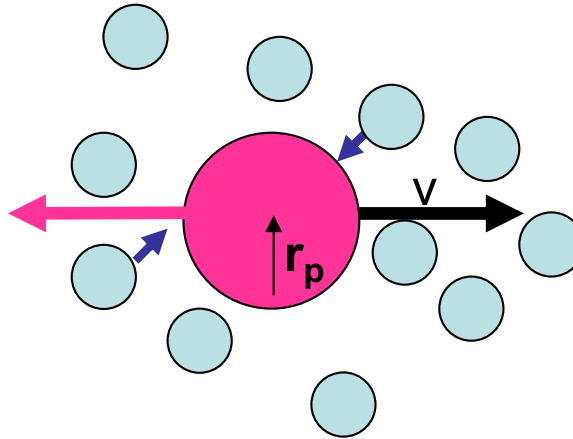
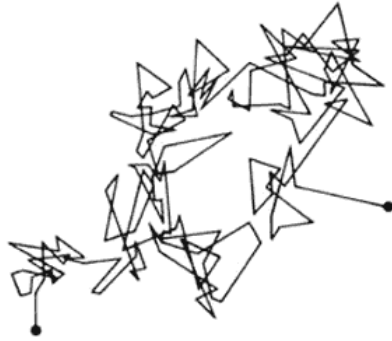
$$r_{\text{rms}} = \langle r^2 \rangle^{1/2} = (6Dt)^{1/2}$$

Ley de difusión de Einstein

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

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

4. Ecuación de Difusión



- Fuerza de rozamiento

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

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

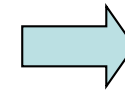
(Ley Stokes para partículas esféricas)

- Fuerza fluctuante

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

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

Ec. de Langevin

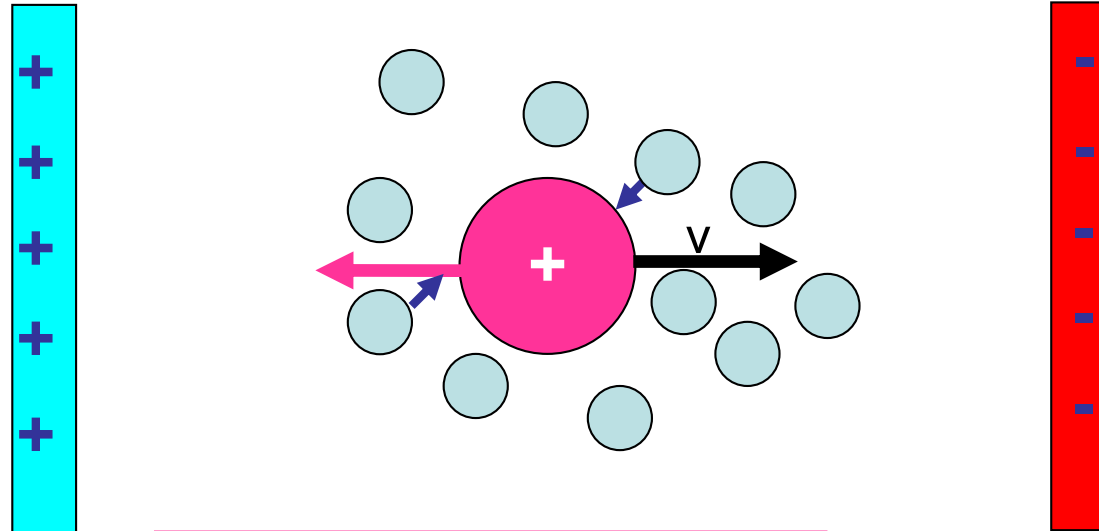


$$\left. \begin{aligned} \langle r^2 \rangle &= \frac{kT}{\pi \eta r_p} t \\ \langle r^2 \rangle &= 6Dt \end{aligned} \right\}$$

Stokes-Einstein

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


4. Ecuación de Difusión




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

Ec. de Langevin para partículas cargadas

- La partícula cargada se acelera por efecto del campo eléctrico, adquiriendo cada vez mayor velocidad.
- A medida que aumenta v aumenta la fuerza de rozamiento
- Se alcanza un estado estacionario ($v=cte$) cuando la $F_{roz} = F_{ele}$ $q \cdot E = f \cdot v$
- La velocidad alcanzada determina la conductividad y es proporcional al campo E

Movilidad Iónica $u = \frac{v}{E} = \frac{q}{f}$  Ley de Stokes

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

 $u = \frac{q \cdot D}{kT}$ Stokes-Einstein

Tema 4. Fenómenos de Transporte

Bibliografía

- Ira N. Levine, *Fisicoquímica*, Capítulo 16. Volumen 2. Mc Graw Hill, 4ª Ed (1996)
- P. Atkins y J. De Paula, *Physical Chemistry*, Capítulo 20. Oxford U.P., 9ª Ed (2010)
- R.J. Silbery y R.A. Alberty, *Physical Chemistry*, Capítulo 20. Wiley & Sons, 4ª Ed (2005)
- J. Bertrán y J. Nuñez, *Química Física*, Capítulos 44 y 46. Volumen II : Ariel, 1ª Ed (2002)
- W.J. Moore, *Química Física*, Capítulo 10. Tomo 1. Urmo (1977)