Universidad Nacional de Río Negro Física III B - 2018

Unidad 01

Clase U01 C03 - 03

Fecha 21 Mar 2018

Cont Distribuciones

Cátedra Asorey

Web github.com/asoreyh/unrn-f3b

YouTube https://goo.gl/nNhGCZ



Unidad 1: Calor



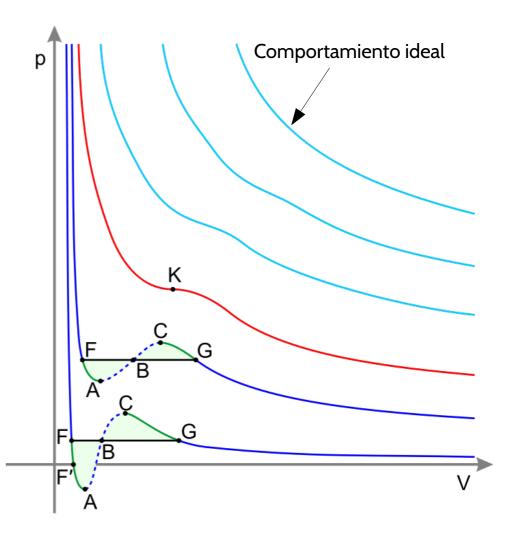
Módulo 1 - Unidad 1: Calor Del 08/Mar al 04/Abr (7 encuentros)

• El calor. Gases ideales y reales. Energía interna. Calorimetría. Calor específico. Teoría cinética de los gases. Temperatura: concepto macroscópico y microscópico. Cambios de fase y calor latente



Gases reales

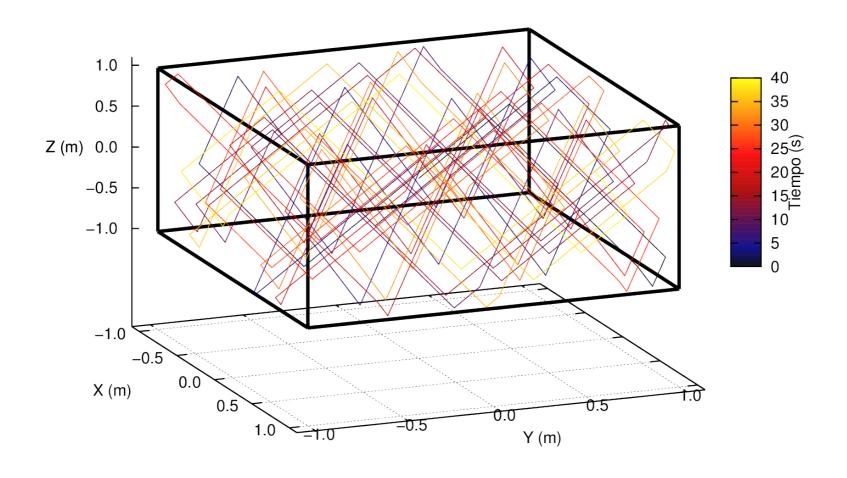
- Átomos y moléculas con interacción entre si (pero de corta distancia) → Fuerzas de Van der Waals
 - Monoatómicos: nobles, He, Ar,...
 - Diatómicos: H₂, O₂, N₂,...
 - Triatómicos: CO₂, H₂O(*)
 - Complejos: NH₃
- Mejor aproximación: gases monoatómicos en condiciones de baja presión y temperatura (baja densidad)



Postulados de la teoría cinética: Gas ideal

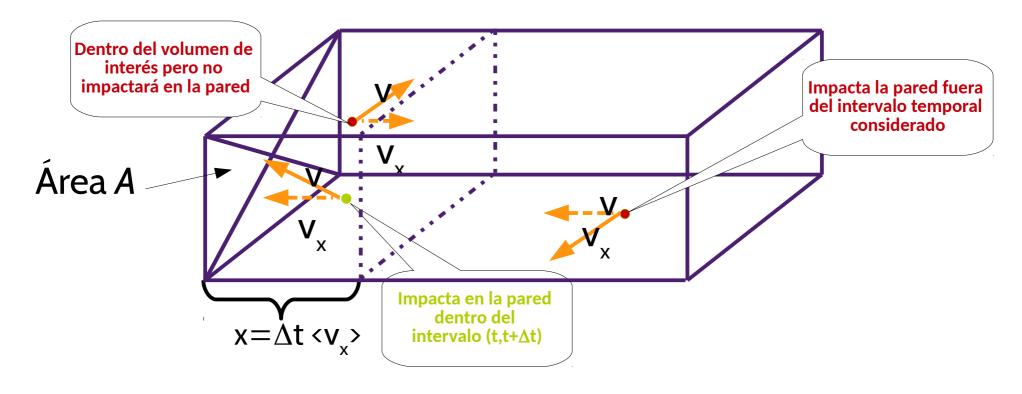
- Formado por un gran número de moléculas idénticas
- Separación media es grande respecto a las dimensiones
 - Volumen despreciable respecto al volumen contenedor
- Se mueven aleatoriamente con velocidades diferentes
 - La velocidad media de las moléculas es constante
- Obedecen las leyes de Newton
 - Sólo interactúan (entre sí y con el recipiente) a través de choques elásticos
- El gas está en equilibrio térmico con el recipiente

Choques en las paredes del recipiente



¿Cuántos choques se producen en la pared en un tiempo At?

- En el intervalo ∆t, sólo impactarán en la pared A aquellas que estén a cierta distancia y en una cierta dirección
 - tres casos posibles



La presión, hasta aquí:

$$P = \frac{2}{3} \left(\frac{N}{V} \right) \left(\frac{1}{2} m \langle v^2 \rangle \right)$$

Reordenando

$$\frac{PV}{N} = \left(\frac{2}{3} \langle E_K \rangle\right)$$

Ecuación de estado microscópica

O también:

$$\frac{PV}{N}$$
 = constante

¿Cómo? ¿¿¿no era PV = n R T????

- La <E_k> es "macroscópicamente inaccesible"
- Definimos la temperatura media

$$T \equiv \frac{1}{k_{B}} \left(\frac{2}{3} \langle E_{K} \rangle \right)$$

donde k_B = 1,3806 x 10⁻²³ J/K es la constante de Boltzmann.

- La temperatura media es una medida de la energía cinética media de las partículas del sistema.
- Luego: $\frac{PV}{N} = k_b T$
- Y entonces

$$PV = Nk_bT$$

Al fin, PV = nRT

Multiplicando y dividiendo por el Número de Avogadro:

$$PV = \frac{N}{N_A}(N_A k_b)T$$

• N/N_A es el número de moles de gas en el recipiente V, n:

$$PV = n(N_A k_b)T$$

• Y al producto $(N_{\Delta} k_{B})$:

$$R = N_A k_b = (6,022 \times 10^{23} \text{ mol}^{-1})(1,3806 \times 10^{-23} \text{ J K}^{-1})$$

$$R = N_A k_b = 8,314 \text{ J mol}^{-1} \text{ K}^{-1}$$

Resultando:

PV=nRTH. Asorey - F3B 2018

Ecuación de estado de un gas ideal

Aplicación: buscando al Helio

- La concentración de Helio en la atmósfera es tan baja (~5.2 ppm) que este gas fue descubierto en el Sol (Lockyer, 1868)
- Sin embargo, es muy abundante en el Universo
- ¿Dónde está el Helio?

Nota:

Vamos a hacer esta cuenta varias veces durante el semestre. Empezamos aquí

Escape atmosférico (1ra parte)

VOI-COZ - 2

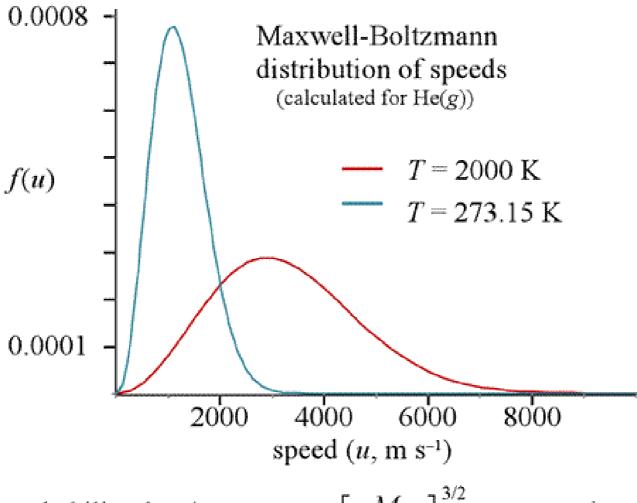
Ма

Mejorando el cálculo

- Lo que hay que recordar es que hemos utilizado la velocidad promedio del Helio
- Un conjunto grande (~Número de Avogadro) de átomos de Helio a 300K, la <v> ~ 1370 m/s ~ 0,1 v_e.
- Es ~ 10% de la velocidad de escape
- Las velocidades de cada átomo individual podrá distar (y mucho) de la promedio

Distribución de Maxwell-Boltzmann

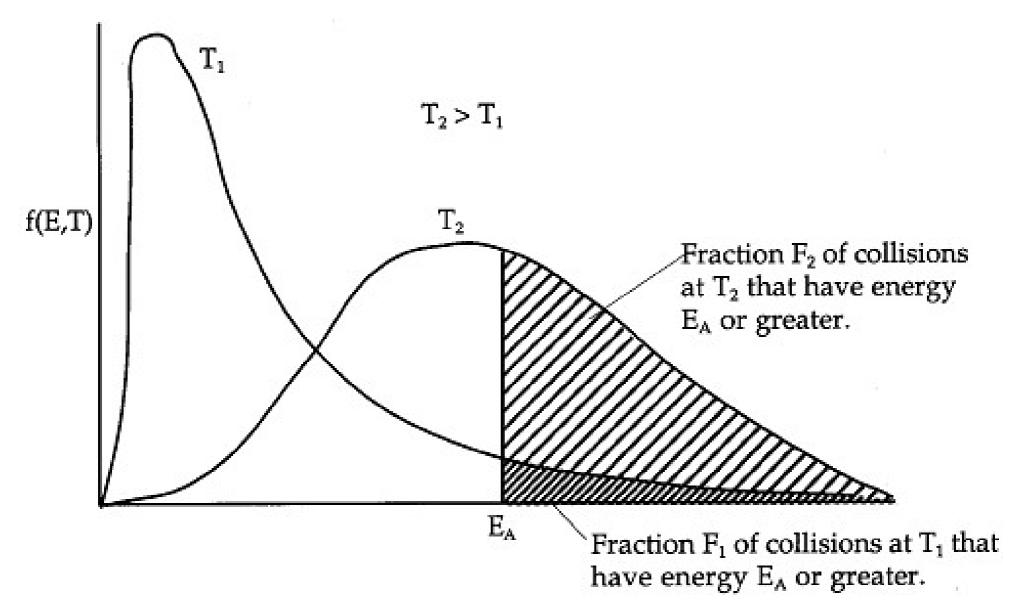
Funciones de distribución



probability density $f(u) = \left[\frac{M}{2\pi RT}\right]^{3/2} \cdot 4\pi u^2 \cdot e^{-Mu^2/2RT}$

H. Asorey - F3B 2018

El problema de Richter



H. Asorey - F3B 2018