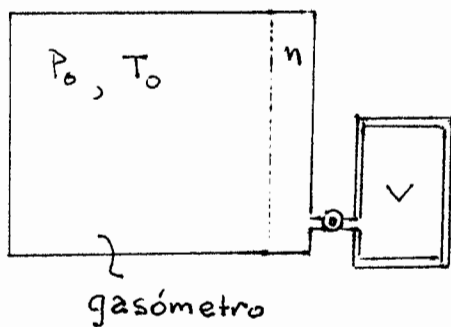


FI-22A Física Estadística.  
Semestre Otoño  
Tiempo: 2 hrs. 15 min.

**CONTROL N° 1**

Profesor: P. Martens  
Sección: 02

1. Desde un depósito (gasómetro) donde se encuentra gas ideal a presión y temperatura constantes ( $P_0, T_0$ ), se inyecta gas a una cámara adiabática de volumen  $V$ , inicialmente al vacío, hasta que la presión interior alcanza un valor  $\lambda P_0$ , con  $\lambda < 1$ .
  - a) Calcular la cantidad de gas que entró en la cámara, expresada en moles.
  - b) Encontrar la variación de la entalpía del gas que entró, correspondiente a este proceso.
  
2. La distribución de velocidades de un gas ficticio de  $N$  partículas monoatómicas de masas  $m$  confinadas en una cámara de volumen  $V$  es:
$$dN_v = NA v(v_0 - v)dv \quad \text{para } 0 \leq v \leq v_0$$
$$dN_v = 0 \quad \text{para } v > v_0$$
Donde  $v_0$  es una constante conocida y  $v$  la rapidez de las partículas.
  - a) Calcular la constante de normalización  $A$ .
  - b) Graficar la función de distribución  $f(v)$ .
  - c) Calcular las velocidades: más probable, media y cuadrática media.
  - d) Calcular la expresión del número de choques con la pared por unidad de área y unidad de tiempo en términos de  $N, V$  y  $v_0$ .
  - e) Calcular la presión que ejerce el gas sobre las paredes en términos de  $N, V, v_0$  y  $m$ .
  - f) Calcular el tiempo que debe transcurrir para que la presión correspondiente a un cierto instante disminuya a la mitad, debido al escape de partículas al exterior por un pequeño orificio de área  $dA$  en una de las paredes de la cámara.
  
3. A una esfera hueca de grafito de radio  $r_i = 0,05\text{m}$  y  $r_e = 0,15\text{m}$ , se le suministra energía mediante un calentador ubicado en su centro, a razón de  $10,8\text{ W}$ . De este modo se genera una diferencia de temperaturas igual a  $50^\circ\text{C}$  entre las superficies interna y externa. Calcular la conductividad térmica del grafito, expresándola en  $\text{W/mK}$ .



Los  $n$  moles que entran a la cámara adiabática se encuentran inicialmente en el gasómetro a  $(T_0, P_0)$ . Modelamos esto como contenidos en el espacio limitado por tabique ideal imaginario móvil.

Al pasar a la cámara, hay un trabajo  $W$  realizado sobre nuestro sistema (los  $n$  moles):  $W = -P_0 V_0$ , donde  $V_0$  es el volumen que ocupa en el gasómetro.

Luego, como  $P_0 V_0 = n R T_0 \rightarrow \boxed{W = -n R T_0} \quad (1)$

En su expansión al vacío, dentro de la cámara adiabática el sistema no realiza trabajo ni intercambia calor.

$$\left. \begin{array}{l} \text{En el gasómetro: } U_0 = n C_v T_0 \\ \text{En la cámara: } U_f = n C_v T_f \end{array} \right\} \therefore \Delta U = n C_v (T_f - T_0) \quad (2)$$

1ª Ley:  $\Delta U = -W \quad (\text{con } Q=0)$

$$\therefore n C_v T_f - n C_v T_0 = n R T_0 \rightarrow T_f = \frac{C_v + R}{C_v} T_0$$

$$\therefore \boxed{T_f = \gamma T_0} \quad (3)$$

a) Finalmente, en la cámara hay  $n = \frac{\lambda P_0 V}{R T_f} \rightarrow \boxed{n = \frac{\lambda P_0 V}{\gamma R T_0}}$

b)  $H_0 = C_p T_0 + u_{ti} \quad ; \quad H_f = C_p T_f + u_{ti} \quad (H(T) = C_p T + u_{ti} \text{ en un gas ideal})$

$$\therefore \Delta H = H_f - H_0$$

$$\boxed{\Delta H = (\gamma - 1) C_p T_0} //$$

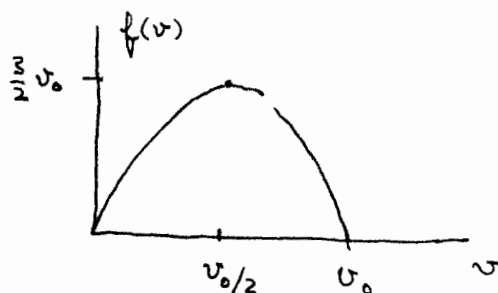
2. 
$$dN_v = N A v (v_0 - v) dv$$

a) 
$$\underbrace{\int dN_v}_N = \cancel{N A} \int_0^{v_0} v (v_0 - v) dv \rightarrow A = \frac{1}{\int_0^{v_0} v (v_0 - v) dv}$$

$$\therefore \boxed{A = \frac{6}{v_0^3}}$$

b)  $dN_v = \frac{6N}{v_0^3} (v_0 - v) v dv$  ;  $\frac{dN_v}{dv} = 0 = \frac{6N}{v_0^3} (v_0 - 2v) \rightarrow v^* = \frac{1}{2} v_0$

$f(v) = \frac{6}{v_0^3} (v_0 - v) v \rightarrow f(v)^{\max} = \frac{3}{2} \frac{v_0}{v_0^3}$



c)  $\boxed{v_{mp} = v_0/2}$  ;

$$\langle v \rangle = \frac{1}{N} \int v dN_v = \frac{1}{N} \int_0^{v_0} v \frac{6N}{v_0^3} (v_0 - v) v dv$$

$$= \frac{6}{v_0^3} \cdot \frac{1}{12} v_0^4 \quad \therefore \boxed{\langle v \rangle = \frac{v_0}{2}}$$

$$\langle v^2 \rangle = \int_0^{v_0} v^2 \frac{dN_v}{N} = \int_0^{v_0} v^2 \frac{6}{v_0^3} (v_0 v - v^2) dv$$

$$\therefore \langle v^2 \rangle = \frac{6}{v_0^3} \int_0^{v_0} v^3 dv - \frac{6}{v_0^3} \int_0^{v_0} v^4 dv \rightarrow \langle v^2 \rangle = \frac{3}{10} v_0^2$$

$$\therefore \boxed{v_{cm} = \sqrt{\frac{3}{10}} v_0}$$

d)  $Q = \frac{1}{4} \frac{1}{v} \langle v \rangle$  (justifier)  $\rightarrow \boxed{Q = \frac{1}{8} \frac{N}{v} v_0}$

e)  $P = \frac{1}{3} n m \langle v^2 \rangle \rightarrow \boxed{P = \frac{1}{10} \frac{N}{v} m v_0^2}$

f)

f) De la pregunta e) :  $P = \frac{1}{10} \frac{N}{V} m v_0$  (1)

En nuestro caso,  $N(t)$ , luego también  $P(t)$ .

Para  $t=0$ ,  $N(0) = N_0$   $\therefore P_0 = \frac{1}{10} \frac{N_0}{V} m v_0$  (2) Recordar que.  
 $v_0 = ct$

Luego, de (1) y (2) :  $\boxed{\frac{P}{P_0} = \frac{N}{N_0}}$  (3)

De la pregunta d) se desprende que el número de partículas que escapan por  $dA$  en  $dt$  es :

$$dN = - \frac{N v_0 dA}{8V} dt \rightarrow \frac{dN}{N} = - \frac{v_0 dA}{8V} dt$$

$$\therefore N(t) = N_0 e^{-\frac{v_0 dA}{8V} t} \quad (4)$$

De (3) y (4) :  $\boxed{\frac{P}{P_0} = e^{-\frac{v_0 dA}{8V} t}} \quad (5)$

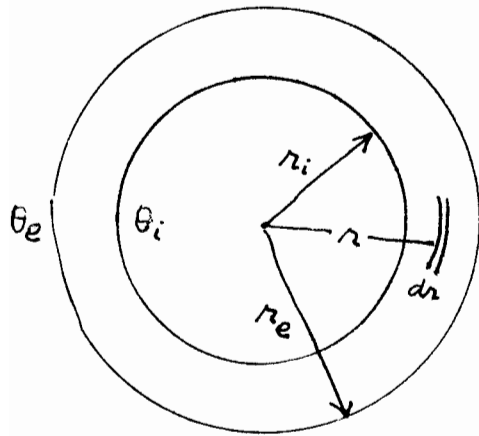
Finalmente, cuando  $P = \frac{P_0}{2}$ ,  $\frac{1}{2} = e^{-\frac{v_0 dA}{8V} t^*}$

Tomando logaritmos :

$$-\ln 2 = -\frac{v_0 dA}{8V} t^*$$

$$\therefore \boxed{t^* = \frac{8V \ln 2}{v_0 dA}}$$

3.



En el caso de la esfera :  $\dot{Q} = -kA \frac{d\theta}{dr}$

$A = 4\pi r^2$  a la distancia  $r$ .

$$\therefore \dot{Q} = -k4\pi r^2 \frac{d\theta}{dr} \quad \text{con } \underline{\dot{Q} = 10,8 \text{ W (cte)}}.$$

Luego, separando variables e integrando entre los límites indicados :

$$\dot{Q} \int_{r_i}^{r_e} \frac{dr}{r^2} = -4\pi k \int_{\theta_i}^{\theta_e} d\theta$$

$$\therefore \dot{Q} \left( -\frac{1}{r_e} + \frac{1}{r_i} \right) = -4\pi k (\theta_e - \theta_i)$$

$$\text{o} \quad \dot{Q} \left( \frac{1}{r_i} - \frac{1}{r_e} \right) = 4\pi k (\theta_i - \theta_e)$$

$$10,8 \text{ W} \left( \frac{1}{0,05} - \frac{1}{0,15} \right) = 4\pi k \cdot 50$$

$$\therefore \boxed{k = 0,229 \frac{\text{W}}{\text{m K}}}$$