

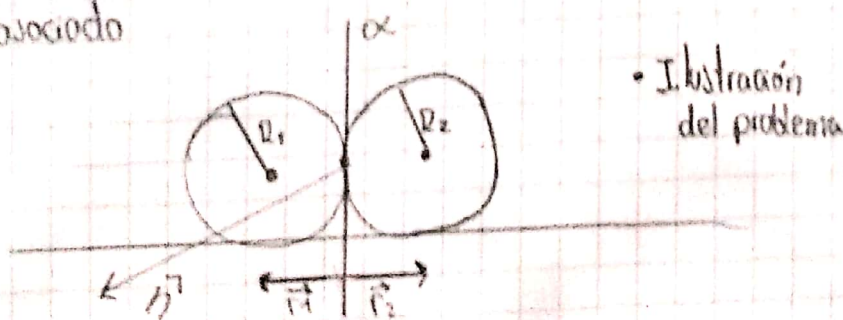
Teórico parte 1 Colisiones 2D de duración infinita

En el modelo de esfera dura en el que se puede expresar la interacción partícula a partícula es:

$$\vec{f}(\vec{r}_1, \vec{r}_2) = \begin{cases} K|\vec{r}_1 - \vec{r}_2|^3 \hat{n} & \text{si } |\vec{r}_1 - \vec{r}_2| < R_1 + R_2 \\ 0 & \text{de lo contrario} \end{cases}$$

R_1 y R_2 son los radios de las esferas; \hat{n} es el vector normal al plano de contacto. Evaluemos en primer lugar un poco sobre la expresión para entenderla.

Traduciendo la física expresada en matemáticas a palabras, vemos que la interacción crece rápidamente desde que las esferas se acercan, es decir, cuando hay contacto (por ello la condición de la primera ecuación). Dicha interacción de contacto es dependiente del vector normal al plano de contacto y a un valor K asociado.



b) Para pensar un poco mejor sobre que es K , pensemos un poco más sobre la interacción.

En general las fuerzas por contacto son no conservativas

$$\frac{\partial \vec{f}(\vec{r}_1, \vec{r}_2)}{\partial \vec{r}_1} = -\frac{\partial \vec{f}(\vec{r}_1, \vec{r}_2)}{\partial \vec{r}_2}$$

El cambio en la fuerza para ambas esferas debe ser el mismo.

$$\tau = m a = \frac{h M}{T^2}$$

Día Mes Año

Suponga $\vec{r}_1 - \vec{r}_2 > 0$

$$\frac{\partial [K(\vec{r}_1 - \vec{r}_2)^3 \hat{n}]}{\partial \vec{r}_1} = - \frac{\partial [K(\vec{r}_1 - \vec{r}_2)]}{\partial \vec{r}_2} \hat{n}$$

Podemos sacar las constantes
asumiendo que se mantienen

$$\frac{\partial (\vec{r}_1 - \vec{r}_2)^3}{\partial \vec{r}_1} = - \frac{\partial (\vec{r}_1 - \vec{r}_2)^3}{\partial \vec{r}_2}$$

$$\frac{3(\vec{r}_1 - \vec{r}_2)^3}{|\vec{r}_1 - \vec{r}_2|} = + \frac{3(\vec{r}_1 - \vec{r}_2)^3}{|\vec{r}_1 - \vec{r}_2|}$$

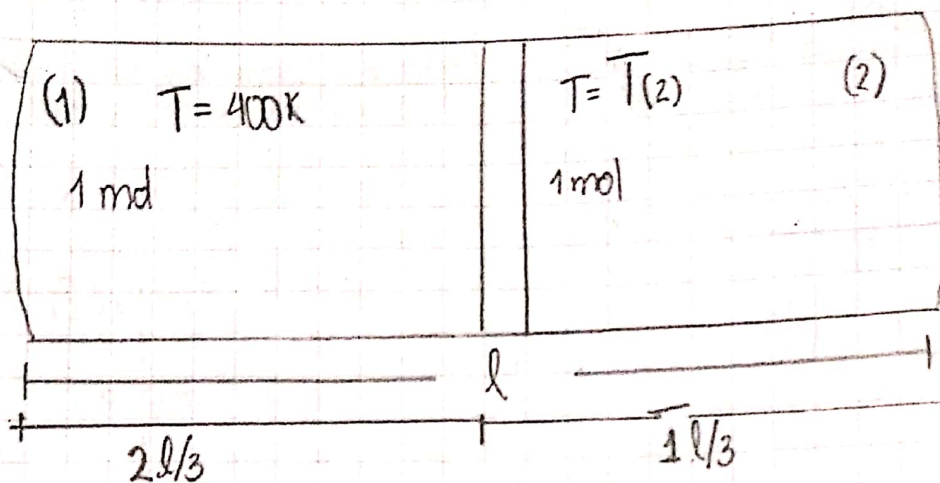
Lo que que el cambio
en ambas se transfiere luego es
conservativa.

01) Ahora bien como se nos solicita entender físicamente el significado de K , pensemos para ello en su dimensionalidad.

$$K = N/m^3 \rightarrow \text{Se tienen unidades de fuerza sobre unidades volumétricas.}$$

Esto es que K representa una cantidad de fuerza necesaria por unidad de volumen para que se de la fuerza de interacción entre dos moléculas a una distancia ≤ 0 .

Termodinámica



a) Encontre la temperatura de equilibrio de la sección derecha antes de conectar el alambre

- Suponemos que debido a que nos mencionan que se debe conectar un alambre para el intercambio de calor, entonces el piston es aislante y no permite el intercambio de calor entre (1) y (2)

Condiciones y datos iniciales

$$T_0^1 = 400K$$

$$N_0^1 = 1 \text{ mol (monoatómico)}$$

$$P_0^1 = P_0^2 \rightarrow \text{Condición de equilibrio}$$

$$T_0^2 = ?$$

$$N_0^2 = 1 \text{ mol (monoatómica)}$$

El volumen total del cilindro es

$$V_r = l\pi r^2$$

$$V_0^1 = \frac{2l\pi r^2}{3} \quad \wedge \quad V_0^2 = \frac{l\pi r^2}{3}$$

Planteando la ecuación fundamental de gases ideales

$$PV = NRT$$

$$P_0^1 = P_0^2 \rightarrow \frac{N_0^1 R T_0^1}{V_0^1} = \frac{N_0^2 R T_0^2}{V_0^2}$$

$$\frac{1 \text{ mol} \times R \times 400 \text{ K}}{V_0^1} = \frac{1 \text{ mol} \times R \times T_0^2}{V_0^2}$$

$$\frac{400 \text{ K}}{V_0^1} V_0^2 = T_0^2 \Rightarrow \text{Sabemos que } \frac{V_0^2}{V_0^1} = \frac{1}{3} = \frac{1}{2}$$

$$T_0^2 = 200 \text{ K}$$

b) La primera ley de la termodinámica indica que

$$\Delta U = \Delta W + \Delta Q \quad (1)$$

\downarrow \downarrow \downarrow
 Energía Trabajo calor
 interna

La ley de transferencia de Fourier indica que

$$\frac{dQ}{dt} = \frac{KA[T_1 - T_2]}{l} \quad (2) \quad \text{Conocemos todos los constantes}$$

tiempo \leftarrow

→ Sabemos que por condición del problema no se efectúa trabajo!

$$(1) \quad \Delta U = \Delta Q \leadsto \frac{dU}{dt} = \frac{dQ}{dt}$$

$$nC_V \Delta T = \frac{KA[T_1 - T_2]}{l} \quad \text{Reverde que } C = \frac{KA}{nC_V l}$$

$$nC_V \frac{dT_1}{dt} = -\frac{KA}{l} [T_1 - T_2] \quad \text{Y} \quad nC_V \frac{dT_2}{dt} = \frac{KA}{l} [T_1 - T_2]$$

... resultado generado por el enunciado

Día: _____ Mes: _____ Año: _____

Reemplazando con C en las expresiones

$$\frac{dT_1}{dt} = -C [T_1 - T_2] \quad \wedge \quad \frac{dT_2}{dt} = C [T_1 - T_2]$$

Para inicial tenemos

$$\left. \frac{dT_1}{dt} \right|_{t=0} = -C [T_1^0 - T_2^0] \quad \wedge \quad \left. \frac{dT_2}{dt} \right|_{t=0} = C [T_1^0 - T_2^0]$$

• Sea $\frac{dT_1}{dt} = T_1'$ y $\frac{dT_2}{dt} = T_2'$

$$T_1' = -C[T_1 - T_2] \quad \wedge \quad T_2' = C[T_1 - T_2]$$

• Despejando T_1 de las ecuaciones.

$$T_2' = CT_1 - CT_2$$

$$T_2' + CT_2 = +CT_1 \quad \text{luego} \quad \frac{-T_2'}{C} + T_2 = T_1 \blacktriangle$$

• Podemos volver a derivar para obtener T_1'

$$\frac{-T_2''}{C} + T_2' = T_1' \blacktriangle$$

• Reemplazando vemos que

$$\frac{-T_2''}{C} + T_2' = -C \left[\frac{-T_2'}{C} + T_2 \right] - T_2$$

$$\frac{-T_2''}{C} + T_2' = +T_2' - CT_2 + CT_2$$

$$\frac{-T_2''}{C} + T_2' + T_2' = 0 \rightarrow$$

$$\frac{-T_2''}{C} + 2T_2' = 0$$

Solucionando la ecuación diferencial

$$T_2 = C_1 + C_2 e^{-2ct} \blacktriangle$$

• Podemos derivar la solución y obtener T_2'

Día: _____ Mes: _____ Año: _____

$$T_1 = \frac{1}{C} T_2' + T_2 \quad \text{Reemplazando lo obtenido}$$

$$T_1 = \frac{1}{C} \left[-2ct C_2 e^{-2ct} + C_1 e^{-2ct} \right]$$

$$T_1 = -2t C_2 e^{-2ct} + \frac{C_1}{C} e^{-2ct} \quad \Delta$$