

Interrogation de cours n°19

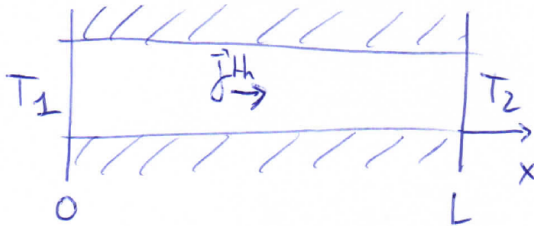
14

1 Diffusion thermique

• On s'intéresse à une barre cylindrique de section S et de longueur L , calorifugée latéralement. On suppose que depuis un temps très long, la température des deux extrémités est maintenue aux valeurs suivantes : $T(x=0) = T_1$ et $T(x=L) = T_2$, avec $T_1 > T_2$.

Démontrer l'expression de la température $T(x)$ dans la barre en régime stationnaire.

Calculer le flux thermique dans la barre et montrer qu'on peut définir une résistance thermique par analogie avec l'électrocinétique.



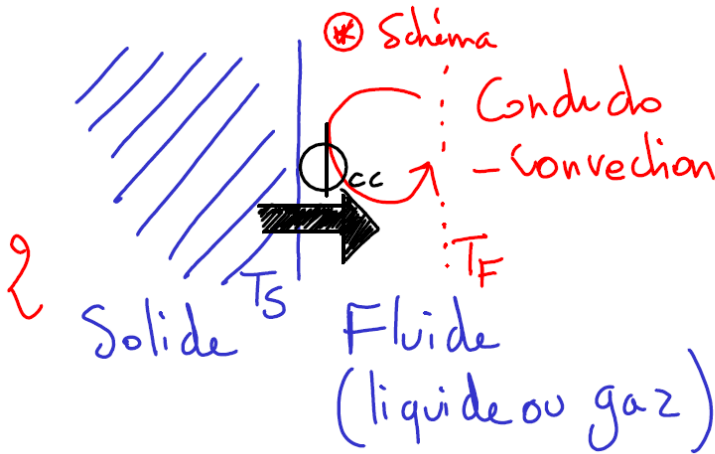
En régime stationnaire : $\Delta T = 0$
 (en l'absence de sources et puits.)
 $\Rightarrow T = ax + b$ et avec les conditions aux limites : $T = \frac{(T_2 - T_1)}{L}x + T_1$.

$\Phi_H = \iint \vec{j}_H \cdot d\vec{S} = -\lambda H \frac{dT}{dx} S = \lambda H \frac{(T_1 - T_2)}{L} S$

$\Rightarrow \Phi_H = \frac{T_1 - T_2}{R_{th}}$ avec $R_{th} = \frac{L}{\lambda H S}$

Analogie $I = \frac{V_1 - V_2}{R}$ avec $R = \frac{L}{\delta S}$

• Énoncer la loi de Newton de la conducto-convection. On fera un schéma et on précisera l'ordre de grandeur et l'unité de la grandeur h introduite.



loi de Newton :

$\Phi_{cc} = j_{cc} S = h S (T_S - T_F)$

avec

$h_{gaz} \approx 10 \text{ W} \cdot \text{m}^{-2} \cdot \text{K}^{-1}$

$h_{liq} \approx 100 \text{ W} \cdot \text{m}^{-2} \cdot \text{K}^{-1}$

unités

2 Thermodynamique statistique

- Énoncer sans démonstration la loi de l'hydrostatique avec un axe vertical ascendant.

0,5
$$\frac{dP}{dz} = -\rho g \oplus$$

- Retrouver par le calcul l'expression de la variation de pression avec l'altitude dans le modèle de l'atmosphère isotherme.

Modèle de l'atmosphère isotherme : $\begin{cases} T = \text{cste} \oplus \\ \text{gaz parfait de masse molaire } M \end{cases}$

Le gaz parfait est compressible et :

1,5
$$p = \frac{m}{V} = \frac{nM}{V} = \frac{PM}{RT} \oplus \Rightarrow \frac{dP}{dz} = -\frac{PMg}{RT} \Rightarrow \left[P = P_0 e^{-\frac{Mgz}{RT}} \right] \oplus$$

 ↳ pression en $z=0$

(sachant que $R = \nu_A k_B$, on peut aussi écrire pour 1 particule)

$$P = P_0 e^{-\frac{m^*gz}{k_B T}} \quad \text{ou} \quad M = \nu_A m^* \quad \text{↳ masse d'une particule.}$$

- Qu'appelle-t-on le facteur de Boltzmann et dans quel cadre peut-on l'utiliser ? Citer un exemple concret.

1,5 A $T = \text{cste}$ et pour des particules indépendantes (sans interaction), la probabilité de trouver une particule à l'état d'énergie E est proportionnelle à $\exp\left(-\frac{E}{k_B T}\right)$.

- On s'intéresse au cas particulier d'un système ne présentant que deux niveaux quantiques non dégénérés. Afin de simplifier les notations, nous poserons $E_1 = -\epsilon$ et $E_2 = +\epsilon$ et $\Delta = E_2 - E_1 = 2\epsilon$. Calculer les probabilités d'occupation et les populations moyennes des deux états. Tracer et commenter les variations des pourcentages d'occupation en fonction de la température T .

2,5

$p(E_1) = \frac{e^{\epsilon/k_B T}}{Z}$; $p(E_2) = \frac{e^{-\epsilon/k_B T}}{Z}$ avec $Z = e^{\epsilon/k_B T} + e^{-\epsilon/k_B T} = 2 \cosh(\epsilon/k_B T)$.
 $\langle N_1 \rangle = N \frac{e^{\epsilon/k_B T}}{Z}$ et $\langle N_2 \rangle = N \frac{e^{-\epsilon/k_B T}}{Z}$

basse T : toutes les particules sont dans le niveau E_1 .
 haute T : les 2 niveaux ont autant de particules.

- Calculer l'énergie moyenne du système à deux niveaux dans le cas de N particules présentes. Tracer et commenter les variations de l'énergie E en fonction de la température T .

2

$$\langle E \rangle = \frac{-\epsilon N e^{\epsilon/k_B T}}{Z} + \frac{\epsilon N e^{-\epsilon/k_B T}}{Z} = \frac{N \epsilon 2 \sinh(\epsilon/k_B T)}{2 \cosh(\epsilon/k_B T)} = -N \epsilon \tanh\left(\frac{\epsilon}{k_B T}\right)$$

à haute température : toutes les particules ont l'énergie $-E$ (à gauche) ; autant de particules à E et $-E$ (à droite).

- Calculer la capacité thermique dans le cas du système à deux niveaux et tracer et commenter les variations de la capacité C en fonction de la température T .

2

$$C = \frac{d\langle E \rangle}{dT}$$

$$C = -N \epsilon \left(\frac{-\epsilon}{k_B T^2}\right) \left[1 - \tanh^2\left(\frac{\epsilon}{k_B T}\right)\right]$$

$$C = \frac{N \epsilon^2}{k_B T^2} \left[1 - \tanh^2\left(\frac{\epsilon}{k_B T}\right)\right]$$

agitation thermique trop faible pour que E puisse changer. (à gauche)
 système saturé en énergie. (à droite)