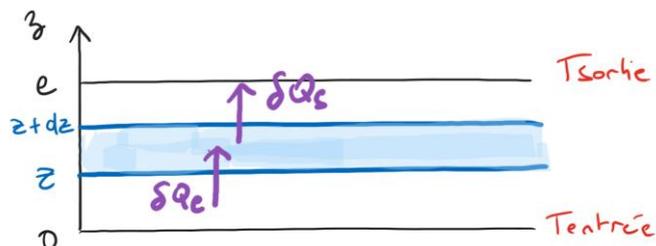


TD Physique n°4 : Phénomènes de transport – Conduction thermique - Correction

Exercice 1 : La température du mouton

1. Système : tranche d'épaisseur comprise entre z et $z+dz$, étudiée entre t et $t+dt$



Bilan d'énergie : transformation monobare ($P_i = P_f = P_{ext} = cste$) $\Rightarrow dH = \delta Q = \delta Q_e - \delta Q_s$

En régime stationnaire : $dH = 0 \Rightarrow \delta Q_e - \delta Q_s = 0 \Rightarrow \delta Q_e = \delta Q_s$

$$\delta Q_e = \Phi_{th}(z)dt \quad \text{et} \quad \delta Q_s = \Phi_{th}(z+dz)dt \quad \Rightarrow \Phi_{th}(z)dt = \Phi_{th}(z+dz)dt \Rightarrow \Phi_{th}(z) = \Phi_{th}(z+dz)$$

$\Rightarrow \Phi_{th} = cst$: le flux se conserve

Loi de Fourier : $\Phi_{th} = -\lambda \frac{dT}{dx} S$

$$\Rightarrow dT = -\frac{\Phi_{th}}{\lambda S} dz \Rightarrow \int_{T_{entrée}}^{T_{sortie}} dT = -\frac{\Phi_{th}}{\lambda S} \int_0^e dx \Rightarrow (T_{sortie} - T_{entrée}) = -\frac{\Phi_{th}}{\lambda S} \times e$$

$$R_{th} = \frac{T_{amont} - T_{aval}}{\Phi_{th}} = \frac{T_{entrée} - T_{sortie}}{\Phi_{th}} = \frac{e}{\lambda S} = \frac{e}{\lambda H L}$$

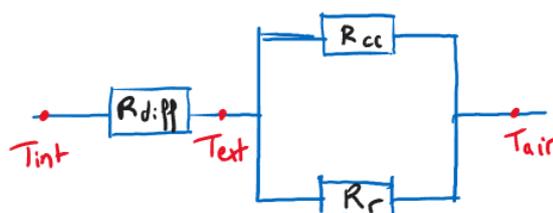
2. Les 6 faces sont en // : $\frac{1}{R_{diff}} = \frac{4}{R_{dos}} + \frac{2}{R_{avant}} \Rightarrow R_{diff} = \frac{1}{\frac{4}{R_{dos}} + \frac{2}{R_{avant}}}$

avec $R_{dos} = \frac{e}{\lambda_{laine} H L}$ ($S = HL$) et $R_{avant} = \frac{e}{\lambda_{laine} H^2}$ ($S = H^2$)

AN : $R_{diffM} = 0,9 \text{ K} \cdot \text{W}^{-1}$

$R_{diffM} = 1,8 \text{ K} \cdot \text{W}^{-1}$

3. Schéma électrique équivalent :



La résistance équivalente s'écrit alors : $R_{eq} = \frac{T_{int} - T_{air}}{\Phi_{th}} = R_{diff} + \frac{R_{cc} R_r}{R_{cc} + R_r}$

avec $\Phi_{th} = \Phi_{diff}$

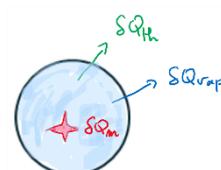
AN : $R_1 = 1,9 \text{ K} \cdot \text{W}^{-1}$

$R_2 = 0,17 \text{ K} \cdot \text{W}^{-1}$

4. Système : brebis

Transformation monobare $\Rightarrow dH = \delta Q = \delta Q_{reçu} - \delta Q_{perdu} = \delta Q_m - (\delta Q_{th} + \delta Q_{vap})$

Attention : ici tous les transferts thermiques sont comptés positivement



Régime stationnaire : $dH = 0 \Rightarrow \delta Q_m = \delta Q_{th} + \delta Q_{vap}$

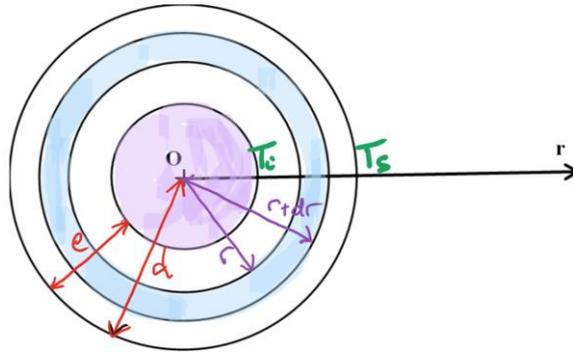
$$\Rightarrow p_{m0} = \Phi_{th} + \Phi_{vap} \Rightarrow p_{m0} = \frac{T_{int} - T_{air}}{R_1} + m \times \Delta H_{vap}^0$$

AN : $p_{m0} = 18 \text{ W}$

5. $p'_{m0} = \frac{T_{int} - T_{air}}{R_2} + m' \times \Delta H_{vap}^0$ AN : $p'_{m0} = 200 \text{ W}$

Exercice 2 : Mise en chambre d'un vin en bouteille

1. **Système :** coquille cylindrique comprise entre deux cylindres de rayons r et $r + dr$ où $d - e \leq r \leq d$, étudiée entre les instants t et $t + dt$



En régime stationnaire et en l'absence de sources internes ou de pertes thermiques autres que par conduction thermique, le flux conductif se conserve : $\Phi_{cond} = cst$

Loi de Fourier : $\Phi_{cond} = -\lambda S \frac{dT}{dr} = -\lambda \times 2\pi r H \times \frac{dT}{dr}$

Φ_{th} étant constant (en notant T_i est la température à l'intérieur de la bouteille)

$$\Rightarrow R_{cond} = \frac{T_{amont} - T_{aval}}{\Phi_{cond}} = \frac{T_i - T_s}{\Phi_{cond}} \Rightarrow R_{cond} = \frac{1}{2\pi\lambda H} \times \ln\left(\frac{d}{d-2e}\right) \quad (>0)$$

$$\Rightarrow R_{cond} = 7,7 \times 10^{-2} K \cdot W^{-1}$$

2. $\Phi_{conv} = \frac{T_{amont} - T_{aval}}{R_{conv}} \Rightarrow hS(T_s - T_A) = \frac{T_s - T_A}{R_{conv}} \Rightarrow R_{conv} = \frac{1}{hS} = \frac{1}{h \times \pi \times d \times H} \quad (>0)$

h s'exprime en $W \cdot K^{-1} \cdot m^{-2}$

AN : $R_{conv} = 2,0 \times 10^{-2} K \cdot W^{-1}$

3. Les résistances conductives et convectives étant en série : $R_{th} = R_{cond} + R_{conv} = 9,7 \times 10^{-2} K \cdot W^{-1}$

4. **Système :** vin dans la bouteille, étudié entre les instants t et $t + dt$

Bilan d'énergie (monobare : $P_{ext} = cste$) : $dH = \delta Q = -\Phi dt$ avec $\Phi = \Phi_{cond} = \Phi_{conv}$ (série donc même flux)

avec : $\Phi = \frac{T - T_A}{R_{th}}$ où T est la température du système et $dH = CdT = mcdT$

$$\Rightarrow mcdT = -\frac{T - T_A}{R_{th}} dt \Rightarrow \frac{dT}{dt} + \frac{1}{mcR_{th}} T = \frac{1}{mcR_{th}} T_A$$

5. Solution générale de l'équation différentielle : $T(t) = k \times e^{-\frac{t}{\tau}} + T_A$ avec : $\tau = mcR_{th}$
 Condition initiale : $T(t = 0) = k + T_A = T_0 \Rightarrow k = T_0 - T_A$
 Bilan : $T(t) = (T_0 - T_A) \times e^{-\frac{t}{\tau}} + T_A$

$$T(t = t_D) = T_D = (T_0 - T_A) \times e^{-\frac{t_D}{\tau}} + T_A \Rightarrow e^{-\frac{t_D}{\tau}} = \frac{T_D - T_A}{T_0 - T_A}$$

$$\Rightarrow t_D = -\tau \times \ln\left(\frac{T_D - T_A}{T_0 - T_A}\right) = -\tau \times \ln\left(\frac{T_D - T_A}{T_0 - T_A}\right) = mcR_{th} \times \ln\left(\frac{T_D - T_A}{T_0 - T_A}\right)$$

$$= \rho \times \pi \times \left(\frac{d}{2} - e\right)^2 \times H \times R_{th} \times \ln\left(\frac{T_D - T_A}{T_0 - T_A}\right)$$

AN : $t_D = 334 s$

Exercice 3 : Epaisseur de la croûte d'une comète

1. La quantité de chaleur reçue pendant Δt par la surface du cœur de la comète vaut : $\phi_{com}\Delta t$

Cette énergie thermique permet la sublimation de la glace : $\phi_{com}\Delta t = n_{glace}L_{sub} = \frac{m_{glace}}{M_{glace}}L_{sub}$

Par analyse dimensionnelle : $\phi_{com} = j_{com} \times S_{com} = j_{com} \times 4\pi r_{com}^2$

On obtient donc : $j_{com} \times 4\pi r_{com}^2 \times \Delta t = \frac{m_{glace}}{M_{glace}}L_{sub} \Rightarrow m_{glace} = \frac{j_{com} \times 4\pi r_{com}^2 \times \Delta t \times M_{glace}}{L_{sub}} \Rightarrow m_{glace} = 431 \text{ kg}$

2. En absence de sources internes (énergie apportée ou perdue) et en régime stationnaire, le flux se conserve.

3. Loi de Fourier (symétrie sphérique) : $\Phi_{th} = -\lambda S \frac{dT}{dr} = -\lambda 4\pi r^2 \frac{dT}{dr}$ avec $\Phi_{th} = -\phi_{com}$ (car ϕ_{com} est orientée de l'extérieur de la comète vers l'intérieur, tandis que Φ_{th} est orienté dans le sens des r croissants donc de l'intérieur vers l'extérieur de la comète).

On obtient : $dT = + \frac{\phi_{com}}{4\pi\lambda r^2} dr$

4. $\int_{T_0}^T dT = \frac{\phi_{com}}{4\pi\lambda} \int_{r_{com}}^r \frac{dr}{r^2}$ ϕ_{com} étant constant

Ce qui donne : $T - T_0 = \frac{\phi_{com}}{4\pi\lambda} \times \left(-\frac{1}{r} + \frac{1}{r_{com}}\right) \Rightarrow T = T_0 + \frac{\phi_{com}}{4\pi\lambda} \times \left(-\frac{1}{r} + \frac{1}{r_{com}}\right)$

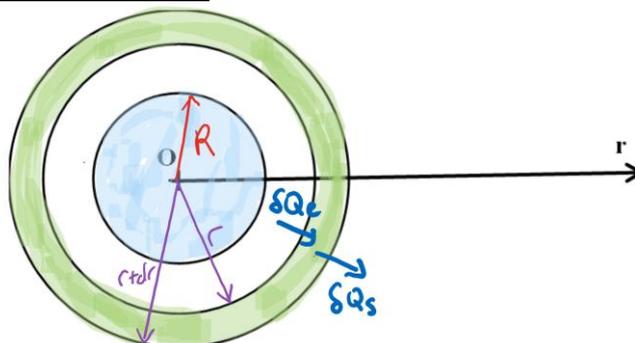
5. Pour $r = r_{com} - e$: $T = T_1$

On obtient donc :

$$T_1 = T_0 + \frac{\phi_{com}}{4\pi\lambda} \times \frac{-e}{(r_{com}-e) \times r_{com}} \approx T_0 - \frac{\phi_{com}}{4\pi\lambda} \times \frac{e}{r_{com}^2} \quad \text{si } e \ll r_{com}$$

$$\Rightarrow e = \frac{(T_0 - T_1) \times 4\pi\lambda r_{com}^2}{\phi_{com}} = \frac{(T_0 - T_1) \times 4\pi\lambda r_{com}^2}{\phi_{com}} \Rightarrow e = \frac{(T_0 - T_1) \times \lambda}{j_{com}} \Rightarrow e = 51 \times 10^{-2} \text{ m} = 51 \text{ cm}$$

Exercice 4 : Température cutanée d'un mammifère



1. $\phi = \varphi_0 \times \frac{4}{3}\pi R^3$

2. **Système d'étude** : Système d'étude : coquille sphérique comprise entre r et $r + dr$, entre les instants t et $t + dt$

Quantité de chaleur algébrique entrante en r par conduction thermique : $\delta Q_e = \Phi(r)dt$

Quantité de chaleur algébrique sortante en $r+dr$ par conduction thermique : $\delta Q_s = \Phi(r + dr)dt$

Bilan d'énergie en régime stationnaire : $P_{ext} = cst \Rightarrow dH = \delta Q = \delta Q_e - \delta Q_s$

En régime stationnaire : $dH = 0 \Rightarrow \delta Q_e = \delta Q_s \Rightarrow \Phi(r) = \Phi(r + dr) \Rightarrow \Phi = cste$: le flux se conserve

3. **Loi de Fourier** : $\phi = -\lambda S \frac{dT}{dr} = -\lambda 4\pi r^2 \frac{dT}{dr} = cste = \varphi_0 \times \frac{4}{3}\pi R^3$

$$\Rightarrow r^2 \frac{dT}{dr} = -\varphi_0 \times \frac{1}{3\lambda} R^3 \Rightarrow \int_{T(r)}^{T_0} dT = -\frac{\varphi_0 R^3}{3\lambda} \int_r^{+\infty} \frac{dr}{r^2}$$

$$\Rightarrow T_0 - T(r) = -\frac{\varphi_0 R^3}{3\lambda} \times \left[-\frac{1}{r} \right]_r^{+\infty} = -\frac{\varphi_0 R^3}{3\lambda} \times \frac{1}{r} \Rightarrow T(r) = T_0 + \frac{\varphi_0 R^3}{3\lambda} \times \frac{1}{r}$$

$$4. T(r=R) = T_C \Rightarrow T_C = T_0 + \frac{\varphi_0 R^2}{3\lambda}$$

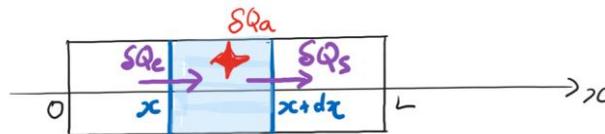
$$5. T_C = T_0 + \frac{\varphi_0 R^2}{3\lambda} \Rightarrow \varphi_0 = \frac{3\lambda \times (T_C - T_0)}{R^2}$$

$$\text{AN : } \varphi_{0,eau} = 2,4 \times 10^5 \text{ W} \cdot \text{m}^{-3}$$

$$\varphi_{0,air} = 2,4 \times 10^3 \text{ W} \cdot \text{m}^{-3}$$

Exercice 5 : Étude d'un fusible en régime permanent

- La puissance électrique reçue par le fil est : $P = R \times I^2 = \frac{L}{\sigma S} I^2$
 - La puissance électrique reçue par une tranche d'épaisseur dx du fil électrique : $P_{dx} = R_{dx} \times I^2 = \frac{dx}{\sigma S} I^2$
- Système d'étude : tranche d'épaisseur dx , comprise entre x et $x + dx$, entre les instants t et $t + dt$



Bilan d'énergie sur une tranche d'épaisseur dx : $P_{ext} = cst \Rightarrow dH = \delta Q = \delta Q_e + \delta Q_a - \delta Q_s$

En régime stationnaire : $dH = 0 \Rightarrow \delta Q_e + \delta Q_a = \delta Q_s \Rightarrow \delta Q_e + \delta Q_a = \delta Q_s$

où : δQ_e : quantité de chaleur entrante (algébrique) par conduction thermique
 δQ_s : quantité de chaleur sortante (algébrique) par conduction thermique
 δQ_a : quantité de chaleur apportée par effet joule

$$\Rightarrow \Phi_{th,e} dt + \frac{dx}{\sigma S} I^2 dt = \Phi_{th,s} dt \Rightarrow \Phi_{th}(x) dt + \frac{dx}{\sigma S} I^2 dt = \Phi_{th}(x+dx) dt \Rightarrow \Phi_{th}(x) + \frac{dx}{\sigma S} I^2 = \Phi_{th}(x+dx)$$

$$\Rightarrow \Phi_{th}(x+dx) - \Phi_{th}(x) = \frac{dx}{\sigma S} I^2 \Rightarrow \frac{d\Phi_{th}}{dx} dx = \frac{dx}{\sigma S} I^2 \Rightarrow \frac{d\Phi_{th}}{dx} = \frac{I^2}{\sigma S}$$

$$\text{Loi de Fourier : } \Phi_{th} = -\lambda \frac{dT}{dx} S \Rightarrow \frac{d\Phi_{th}}{dx} = -\lambda S \frac{d^2 T}{dx^2} = \frac{I^2}{\sigma S}$$

$$\text{L'équation différentielle s'écrit donc : } \frac{d^2 T}{dx^2} = -\frac{I^2}{\lambda \sigma S^2}$$

$$b. \frac{d^2 T}{dx^2} = -\frac{I^2}{\lambda \sigma S^2} \Rightarrow \frac{dT}{dx} = -\frac{I^2}{\lambda \sigma S^2} x + a \Rightarrow T = -\frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} x^2 + ax + b$$

$$\text{Conditions aux limites : } T(x=0) = T_0 \Rightarrow b = T_0$$

$$T(x=L) = T_0 \Rightarrow -\frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} L^2 + aL + T_0 = T_0 \Rightarrow -\frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} L^2 + aL = 0 \Rightarrow a = \frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} L$$

$$\text{Bilan : } T = -\frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} x^2 + \frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} Lx + T_0$$

c. L'intensité maximale du fusible est atteinte lorsque la température maximale T_{max} est égale à la température de fusion du plomb.

Recherche de la température maximale T_{max} du fil :

$$\frac{dT}{dx} = 0 \Rightarrow -\frac{I^2}{\lambda \sigma S^2} x + \frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} L = 0 \Rightarrow x = \frac{L}{2}$$

$$T_{max} = T\left(x = \frac{L}{2}\right) = -\frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} \left(\frac{L}{2}\right)^2 + \frac{I^2}{2\lambda \sigma S^2} L \left(\frac{L}{2}\right) + T_0 = \frac{I^2 L^2}{8\lambda \sigma S^2} + T_0$$

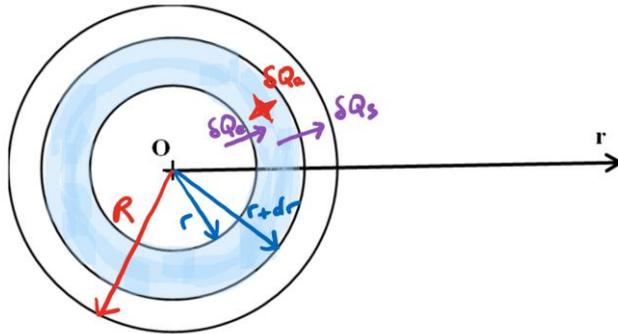
$$T_{max} = T_{fus} \Rightarrow \frac{I^2 L^2}{8\lambda \sigma S^2} + T_0 = T_{fus} \Rightarrow \frac{I^2 L^2}{8\lambda \sigma S^2} = T_{fus} - T_0 \Rightarrow S^2 = \frac{I^2 L^2}{8\lambda \sigma \times (T_{fus} - T_0)} \Rightarrow S = \left(\frac{I^2 L^2}{8\lambda \sigma \times (T_{fus} - T_0)} \right)^{\frac{1}{2}}$$

$$\text{Or : } S = \pi a^2$$

$$\text{Donc : } \pi a^2 = \frac{IL}{\sqrt{8\lambda\sigma \times (T_{fus} - T_0)}} \Rightarrow a = \frac{(IL)^{\frac{1}{2}}}{\pi^{\frac{1}{2}}(8\lambda\sigma \times (T_{fus} - T_0))^{\frac{1}{4}}} \quad \text{AN : } a = 9,2 \times 10^{-4} \text{ m} = 0,92 \text{ m}$$

Exercice 6 : Réacteur nucléaire

1. Schéma (vue de dessus) :



- **Système d'étude :** coquille cylindrique comprise entre deux cylindres de rayons r et $r + dr$ ($r < R$), de hauteur L , entre les instants t et $t + dt$
- **Quantité de chaleur algébrique entrante en r par conduction thermique :** $\delta Q_e = \Phi_{th}(r)dt$
Quantité de chaleur algébrique sortante en $r+de$ par conduction thermique : $\delta Q_s = \Phi_{th}(r + dr)dt$
Quantité de chaleur apportée par la réaction nucléaire : $\delta Q_a = \varphi dVdt = \varphi 2\pi r L dr dt$

- **Bilan d'énergie en régime stationnaire :**

$$P_{ext} = cst \Rightarrow dH = \delta Q = \delta Q_e + \delta Q_a - \delta Q_s$$

$$\text{En régime stationnaire : } dH = 0 \Rightarrow \delta Q_e + \delta Q_a = \delta Q_s$$

- **Equation différentielle en Φ_{th} :**
 $\Rightarrow \Phi_{th}(r) + \varphi dV = \Phi_{th}(r + dr) \Rightarrow \Phi_{th}(r) + \varphi 2\pi r L dr = \Phi_{th}(r + dr)$
 $\Rightarrow \varphi 2\pi r L dr = \Phi_{th}(r + dr) - \Phi_{th}(r) \Rightarrow \varphi 2\pi r L dr = d\Phi_{th} \Rightarrow \frac{d\Phi_{th}}{dr} = \varphi 2\pi r L \quad (1)$

- **Loi de Fourier :** $\Phi_{th} = -\lambda 2\pi r L \frac{dT}{dr}$

- **Equation différentielle en T :**

$$\text{L'équation (1) devient alors : } \frac{d\Phi_{th}}{dr} = \varphi 2\pi r L \Rightarrow \frac{d(-\lambda 2\pi r L \frac{dT}{dr})}{dr} = \varphi 2\pi r L \Rightarrow -\lambda 2\pi L \frac{d(r \frac{dT}{dr})}{dr} = \varphi 2\pi r L \Rightarrow \frac{d(r \frac{dT}{dr})}{dr} = -\frac{\varphi r}{\lambda}$$

$$\text{En primitivant : } r \frac{dT}{dr} = -\frac{\varphi r^2}{2\lambda} \Rightarrow \frac{dT}{dr} = -\frac{\varphi}{2\lambda} r$$

2. On a : $T(R) = T_e$

En séparant les variables et en intégrant en r quelconque et R , on trouve :

$$T(r) - T_e = -\frac{\varphi}{4\lambda} (r^2 - R^2) \Rightarrow T(r) = T_e - \frac{\varphi}{4\lambda} (r^2 - R^2)$$

3. Pour $T = T_{max}$, $\frac{dT}{dr} = -\frac{\varphi}{2\lambda} r = 0 \Rightarrow r = 0$

$$\text{On obtient : } T_{max} = T(r = 0) = T_e + \frac{\varphi}{4\lambda} R^2$$

4. Pour $R = R_{lim}$: $T_{max} = T_f \Rightarrow T_f = T_e + \frac{\varphi}{4\lambda} R_{lim}^2 \Rightarrow R_{lim} = \sqrt{\frac{4\lambda}{\varphi} (T_f - T_e)}$

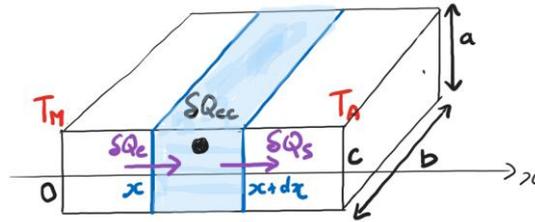
L'A.N. donne : $R_{lim} = 1,2 \text{ cm}$. La valeur de 1,0 cm est bien choisie car la fusion du crayon n'intervient pas.



Modélisation du manche par un parallépipède rectangle :

épaisseur a , largeur b , section $S = ab$ et longueur c , avec $c \gg b \gg a$

Système d'étude :  tranche d'épaisseur dx , comprise entre x et $x + dx$, entre les instants t et $t + dt$



en prenant $T_M = 373 \text{ K}$ et $T_A = 298 \text{ K}$

Evolution monobare avec $P_i = P_f = P_{ext} = cst \Rightarrow dH = H(t + dt) - H(t) = \delta Q_e - \delta Q_s - \delta Q_{cc}$

En régime stationnaire : $dH = 0 \Rightarrow \delta Q_e - \delta Q_s - \delta Q_{cc} = 0$

avec : δQ_e : transfert thermique reçu (algébrique) par conduction thermique à travers $S = ab$

δQ_s : transfert thermique évacué (algébrique) par conduction thermique à travers $S = ab$

δQ_{cc} : quantité de chaleur perdue par transfert conducto-convectif au niveau de la surface latérale $S_{lat} = 2(a + b)dx \approx 2b dx$

$$\delta Q_e = \Phi_{th}(x)dt \quad \delta Q_s = \Phi_{th}(x + dx)dt \quad \delta Q_{cc} = hS_{lat} \times (T - T_A)dt = 2hb dx \times (T - T_A)dt$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \Phi_{th}(x)dt &= \Phi_{th}(x + dx)dt + 2hb dx \times (T - T_A)dt \Rightarrow \Phi_{th}(x + dx) - \Phi_{th}(x) = -2hb dx \times (T - T_A) \Rightarrow \frac{d\Phi_{th}}{dx} dx \\ &= -2hb dx \times (T - T_A) \Rightarrow \frac{d\Phi_{th}}{dx} = -2hb \times (T - T_A) \end{aligned}$$

$$\text{Loi de Fourier : } \Phi_{th} = -\lambda \frac{dT}{dx} S' \Rightarrow \frac{d\Phi_{th}}{dx} = -\lambda S' \frac{d^2T}{dx^2} = -\lambda ab \frac{d^2T}{dx^2}$$

$$\text{L'équation différentielle s'écrit donc : } -\lambda ab \frac{d^2T}{dx^2} = -2hb \times (T - T_A) \Rightarrow \frac{d^2T}{dx^2} - \frac{2h}{\lambda a} \times (T - T_A) = 0$$

$$\frac{d^2T}{dx^2} - \frac{1}{L^2} \times (T - T_A) = 0 \quad \text{avec } L = \sqrt{\frac{\lambda a}{2h}}$$

$$\frac{d^2T}{dx^2} - \frac{1}{L^2} \times (T - T_A) = 0 \Rightarrow \frac{d^2T}{dx^2} - \frac{T}{L^2} = -\frac{T_A}{L^2}$$

Solution de l'équation différentielle : $T(x) = A e^{-\frac{x}{L}} + B e^{+\frac{x}{L}} + T_A$

avec (AN), en prenant $a \approx 1 \text{ mm}$: $L = 2,8 \times 10^{-2} \text{ m} = 2,8 \text{ cm}$ or x peut être égale à $c \approx 20 \text{ cm}$, donc le terme en $e^{+\frac{x}{L}}$ ne peut exister, il tendrait vers des valeurs invraisemblables de température. Par conséquent, nécessairement $B = 0$.

$$\text{D'où : } T(x) = A e^{-\frac{x}{L}} + T_A$$

$$\text{Condition aux limites : } T(x = 0) = T_M \Rightarrow T_M = A + T_A \Rightarrow A = T_M - T_A$$

$$\text{Au final : } T(x) = (T_M - T_A) e^{-\frac{x}{L}} + T_A$$

En estimant qu'il est conseillé de tenir le manche à 35°C : $T(x_{limite}) = 308 \text{ K}$; en prenant $T_M = 100 \text{ K}$ et $T_A = 298 \text{ K}$

$$T(x_{douleur}) = (T_M - T_A) e^{-\frac{x_{limite}}{L}} + T_A \Rightarrow e^{-\frac{x_{douleur}}{L}} = \frac{T(x_{limite}) - T_A}{T_M - T_A} \Rightarrow -\frac{x_{limite}}{L} = \ln\left(\frac{T(x_{limite}) - T_A}{T_M - T_A}\right)$$

$$\Rightarrow x_{limite} = -L \times \ln\left(\frac{T(x_{limite}) - T_A}{T_M - T_A}\right) \quad \text{AN : } x_{limite} = 5,7 \times 10^{-2} \text{ m} = 5,7 \text{ cm selon ce modèle}$$