

Correction – DM 10 – Transferts thermiques en plongée

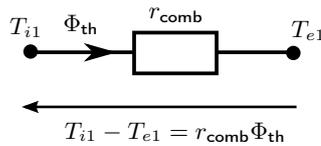
1 - a - Le problème est unidimensionnel, le milieu est sans pertes ni sources, on a donc l'équation de la chaleur :

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \kappa \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}.$$

Comme le régime est stationnaire, on a $\frac{\partial T}{\partial t} = 0$. Donc $T = T(x)$, et l'équation de la chaleur devient

$$\frac{d^2 T}{dx^2} = 0, \text{ ce qui s'intègre en } T(x) = Ax + B.$$

b - On fait un schéma électrique équivalent.



Il faut donc exprimer le flux thermique passant par l'élément de surface dS de la combinaison en fonction de $T_{i1} - T_{e1}$, et on en déduira r_{comb} .

★ D'après la loi de Fourier,

$$j_{\text{th}} = -\lambda_{\text{comb}} \frac{dT}{dx} = -\lambda A,$$

avec A le coefficient directeur de $T(x)$ (cf question 1).

★ Or on a $A = (T_{e1} - T_{i1})/e$ (pente de la droite).

★ Donc $j_{\text{th}} = -\lambda_{\text{comb}} \frac{T_{e1} - T_{i1}}{e}$, et $\Phi_{\text{th}} = dS \times j_{\text{th}} = dS \lambda_{\text{comb}} \frac{T_{i1} - T_{e1}}{e}$.

★ Par identification, on en déduit que $r_{\text{comb}} = \frac{e}{dS \lambda_{\text{comb}}}$.

2 - Par analogie, on a $R_{\text{eau}} = \frac{e_e}{\lambda_{\text{eau}} S}$.

On a $\frac{R_{\text{comb}}}{R_{\text{eau}}} = \frac{e}{e_e} \frac{\lambda_{\text{eau}}}{\lambda_{\text{comb}}} = 7.5$, donc la résistance thermique de la combinaison est 7.5 fois plus grande que celle de la couche d'eau.

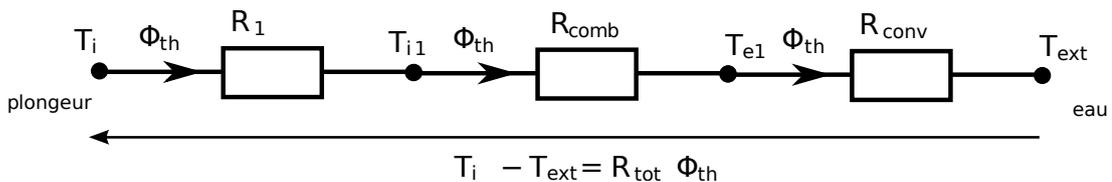
Or ces résistances sont en série. On peut donc négliger R_{eau} devant R_{comb} .

3 - D'après la loi de Newton rappelée dans l'énoncé, le flux thermique allant du plongeur vers l'extérieur est $\Phi_{\text{conv}} = hS \times (T_{e1} - T_{\text{ext}})$, avec T_{e1} la température de la surface externe de la combinaison, et T_{ext} la température du fluide (de l'eau ici).

Or, si on introduit une résistance équivalente R_{conv} , on doit alors écrire $(T_{e1} - T_{\text{ext}}) = R_{\text{conv}} \times \Phi_{\text{th}}$. Ceci se réécrit $\Phi_{\text{th}} = (T_{e1} - T_{\text{ext}})/R_{\text{conv}}$.

Par identification, on en déduit que $R_{\text{conv}} = \frac{1}{hS}$.

4 - Le schéma équivalent est le suivant :

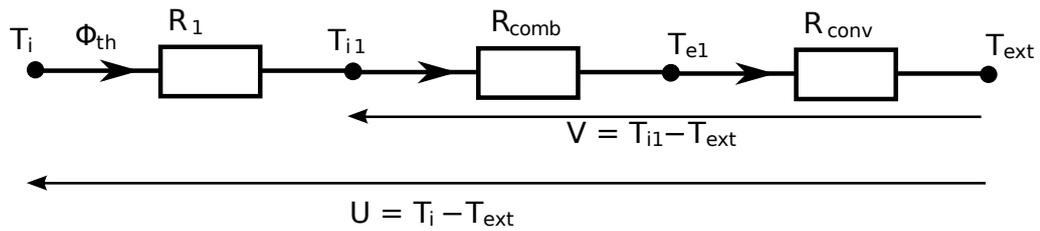


On a $R_{\text{tot}} = R_1 + R_{\text{comb}} + R_{\text{conv}} = R_1 + \frac{e}{S \lambda_{\text{comb}}} + \frac{1}{hS}$.

On trouve $R_{\text{tot}} = 0.1104 \text{ K} \cdot \text{W}^{-1}$, soit $R_{\text{tot}} = 0.1 \text{ K} \cdot \text{W}^{-1}$.

Le flux thermique Φ_{th} perdu par le plongeur est donné par la loi d'Ohm (voir le schéma ci-dessus pour ne pas se tromper dans les signes) : $\Phi_{th} = \frac{T_i - T_{ext}}{R_{tot}}$.

5 - On utilise un diviseur de tension entre les "tensions" U et V ci-dessous :



on a $V = U \times \frac{R_{comb} + R_{conv}}{R_{tot}} = \frac{R_2}{R_{tot}}$.

En remplaçant par les expressions de U et V , on obtient :

$$T_{i1} = T_{ext} + (T_i - T_{ext}) \frac{R_{comb} + R_{conv}}{R_{tot}} = 31^\circ\text{C}.$$

6 - a - Question similaire au refroidissement d'une salle de classe étudiée dans le chapitre 2 de thermodynamique.

On applique le premier principe au système {corps du plongeur} (système fermé, considéré comme une phase condensée incompressible indilatable) pour une évolution entre les instants t et $t + dt$:

$$dU = \delta Q.$$

Il n'y a pas de travail car le volume du système ne varie pas.

★ On peut écrire $dU = CdT_i$.

★ On a également $\delta Q = P_{reçu}dt - P_{perdu}dt$, avec ici $P_{reçu} = P_{th}$ produit par le corps du plongeur, et $P_{perdu} = \Phi_{th} = (T_i(t) - T_{ext})/R_{tot}$.

★ En combinant tout ceci, on obtient

$$\frac{dT_i}{dt} = \frac{P_{th}}{C} - \frac{T_i(t) - T_{ext}}{C R_{tot}},$$

soit encore $\frac{dT_i}{dt} + \frac{T_i(t)}{\tau} = \frac{P_{th}}{C} + \frac{T_{ext}}{\tau}$, avec $\tau = C R_{tot} = 9.16$ heures.

b - La solution générale est la somme de la solution de l'équation homogène et d'une solution particulière.

★ Solution de l'équation homogène : $Ae^{-t/\tau}$.

★ Solution particulière : on l'obtient en prenant T_i constant, car alors $\frac{dT_i}{dt} = 0$. La solution est donc $\tau P_{th}/C + T_{ext}$.

★ La solution générale est donc $T_i(t) = Ae^{-t/\tau} + \frac{\tau P_{th}}{C} + T_{ext}$.

On obtient la constante A grâce à $T_i(t=0) = T_{i0} = 37^\circ\text{C}$: on a donc $T_{i0} = A + \frac{\tau P_{th}}{C} + T_{ext}$, d'où $A = T_{i0} - \frac{\tau P_{th}}{C} - T_{ext}$.

★ Finalement, $T_i(t) = \left(T_{i0} - \frac{\tau P_{th}}{C} - T_{ext}\right) e^{-t/\tau} + \frac{\tau P_{th}}{C} + T_{ext}$.

c - D'après cette expression, la température limite vers laquelle tend le corps du plongeur est

$$T_{limite} = \tau P_{th}/C + T_{ext} = R_{tot} P_{th} + T_{ext}.$$

Elle augmente si R_{tot} augmente, ce qui est normal car alors le corps du plongeur est mieux isolé.

7 - Il faut résoudre l'équation $T_i(t) = T_{hyp}$ où l'inconnue est t .

On trouve $t = \tau \times \ln \left(\frac{T_{i0} - T_e - R_{th} P_{th}}{T_{hyp} - T_e - R_{th} P_{th}} \right) = 0.20 \tau = 1.83$ heure.