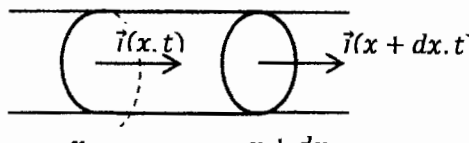
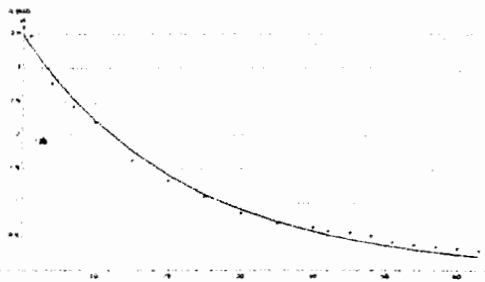


1-	a- Le vecteur $\vec{j}(M, t)$ est un flux surfacique de conduction il s'exprime en Wm^{-2}, son flux est une puissance qui s'exprime en Watt. b-  principe : $dU = \delta W + \delta Q$ or $\delta W = 0$ $\frac{dU}{dt} = \frac{\delta Q}{dt} = \phi_{entr} - \phi_{sort}$ on a : $dU = du dV$ et $dV = S dx$ $S dx \frac{du}{dt} = -S(j(x + dx, t) - j(x, t))$ $\Leftrightarrow S dx \frac{du}{dt} = -S \frac{\partial j}{\partial x} dx$ soit : $\frac{du}{dt} = - \frac{\partial j}{\partial x}$ (1)	1.5									
	c- Loi de Fourier : $\vec{j}_{th} = -\lambda \text{grad} T$ λ s'exprime en : $WK^{-1}m^{-2}$ d- $dU = \rho S dx du = C_p S dx dT \Rightarrow u = u_0 + C_p T$ e- On remplace dans l'eq (1) : $\frac{d(u_0 + C_p T)}{dt} = \lambda \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial T}{\partial x} \right)$ $C_p \frac{\partial T}{\partial t} = \lambda \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} \Leftrightarrow \frac{\partial^2 T(x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{D} \frac{\partial T(x, t)}{\partial t}$ f- D : c'est coefficient de diffusion thermique, on déduit que $D = \frac{\lambda}{c_p}$ et elle s'exprime en : $m^2 s^{-1}$	2									
2-	a- En régime stationnaire : $\frac{dT}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} = 0$ $T(x) = ax + b$ on a $T(0) = T_1 = b$ et $T(L) = T_2$ $T(x) = \frac{T_2 - T_1}{L} x + T_1$ b- On a $\vec{j}(x) = -\lambda \frac{\partial T}{\partial x} \vec{u}_x \Rightarrow \vec{j}(x) = \lambda \frac{T_1 - T_2}{L} \vec{u}_x$	2									
3-	a- On a : $\phi_{th} = \iint \vec{j} \cdot d\vec{S} = jS \Rightarrow \phi_{th} = \frac{\lambda S}{L} (T_1 - T_2)$ b- Par analogie avec la loi d'ohm : $R_{th} = \frac{(T_1 - T_2)}{\phi_{th}} = \frac{L}{\lambda S}$	2									
4-	a- Le flux convectif : $\phi_{cv} = h(T - T_a)S$ b- $\phi_{cv} = \frac{(T - T_a)}{R_{cv}} \Rightarrow R_{cv} = \frac{1}{hS}$	2									
5-	a- $T_1(x) = \frac{T_0 - T_{10}}{L_1} x + T_0$ b- $T_2(x) = \frac{T_{20} - T_0}{L_2} x + T_0$ c- Dans C_a : $\vec{j}(x) = \lambda_1 \frac{T_{10} - T_0}{L_1} \vec{u}_x$ Dans C_b : $\vec{j}(x) = \lambda_2 \frac{T_0 - T_{20}}{L_2} \vec{u}_x$ d- Par continuité du courant thermique en $x = 0$ on a : $\lambda_1 \frac{T_{10} - T_0}{L_1} = \lambda_2 \frac{T_0 - T_{20}}{L_2}$ $T_0 = \frac{\frac{\lambda_1 T_{10}}{L_1} + \frac{\lambda_2 T_{20}}{L_2}}{\frac{\lambda_1}{L_1} + \frac{\lambda_2}{L_2}}$	2									
6-	a- AN : $T_1 = 300 K$ et $L_1 = L_2 \Rightarrow T_0 = \frac{\lambda_1 T_{10} + \lambda_2 T_{20}}{\lambda_1 + \lambda_2}$ <table border="1" data-bbox="228 1971 1179 2085"> <thead> <tr> <th></th> <th>Main bois</th> <th>Main acier</th> </tr> </thead> <tbody> <tr> <td>Sensation chaud $T_{20} = 373 K$</td> <td>$T_0 = 367 K$</td> <td>$T'_0 = 367 K$</td> </tr> <tr> <td>Sensation froid $T_{20} = 283 K$</td> <td>$T_0 = 308 K$</td> <td>$T'_0 = 285 K$</td> </tr> </tbody> </table>		Main bois	Main acier	Sensation chaud $T_{20} = 373 K$	$T_0 = 367 K$	$T'_0 = 367 K$	Sensation froid $T_{20} = 283 K$	$T_0 = 308 K$	$T'_0 = 285 K$	1 1
	Main bois	Main acier									
Sensation chaud $T_{20} = 373 K$	$T_0 = 367 K$	$T'_0 = 367 K$									
Sensation froid $T_{20} = 283 K$	$T_0 = 308 K$	$T'_0 = 285 K$									

	b- Lorsqu'il fait chaud au toucher on sent l'acier plus chaud que le bois ($367\text{ K} > 308\text{ K}$) et lorsqu'il fait froid on sent l'acier plus froid que le bois ($285\text{ K} < 308\text{ K}$).	1
7-	a- La constante A s'exprime en Ohm Ω et B s'exprime en Kelvin K	2
	b- 	3
	c- On trace la courbe $\ln(R) = f(1/T)$ la pente de la droite donne B et l'ordonnée à l'origine donne A .	2
8-	a- $R_0 = Ae^{B(\frac{1}{T_0})}$ d'où $A = R_0 e^{-B(\frac{1}{T_0})} \Rightarrow R = R_0 e^{B(\frac{1}{T} - \frac{1}{T_0})}$	2
	b- $\frac{dR}{dT} = -\frac{B}{T^2} R_0 e^{B(\frac{1}{T} - \frac{1}{T_0})} = -\frac{B}{T^2} R \Rightarrow \alpha(T) = -\frac{B}{T^2}$	2
	c- La thermistance est une CTN	1
	d- $\alpha(T_0) = -\frac{B}{T_0^2} = -7,213 \cdot 10^{-2} K^{-1}$	0.5
9-	a- $dR = -\frac{B}{T_0^2} R_0 dT$	2
	b- $\Delta T = \frac{1}{\alpha R_0} \Delta R = \pm 0.012 K$	0.5
10-	a- La résistance interne d'un voltmètre numérique est très grande. On pourra dans la suite la considérer comme infinie.	0.5
	b- La règle du diviseur de tension permet d'écrire $U = \frac{r}{R+r} E$ $E = \frac{R_0+r}{r} U_0 = 10V$	2
11-	$R = \frac{rE}{U} - r \Rightarrow dR = -rE \frac{dU}{U^2}$ avec $dR = \alpha R_0 dT$ ce qui nous donne : $\Delta T = -\frac{rE}{\alpha R_0 U_0^2} \Delta U = \pm 0.0056 K$	2 1
12-	a- $U_{AB} = U_A - U_B$ on a : $U_A = \frac{\frac{E}{R_1} + \frac{0}{R_1}}{\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_1}} = \frac{E}{2}$; $U_B = \frac{\frac{E}{X} + \frac{0}{X}}{\frac{1}{X} + \frac{1}{R}} = \frac{RE}{R+X}$ $U_{AB} = E(\frac{1}{2} - \frac{R}{R+X}) \Rightarrow U_{AB} = \frac{E}{2} (\frac{R-X}{R+X})$	2
	b- $U_{AB} = 0 \Rightarrow X = X_0 = R = R_0 = 115\Omega$	1
13-	a- $U_{AB} = \frac{1}{2}(-1 + \frac{2X_0}{R+X_0})E \Rightarrow dU_{AB} = -E \frac{X_0}{(R+X_0)^2} dR$	2
	b- Au voisinage de T_0 , on obtient, avec $R = X_0 = R_0$: $dU_{AB} = -\frac{E}{4R_0} dR$ $\Delta U_{AB} = -\frac{\alpha E}{4} \Delta T = k \Delta T$ avec $k = -\frac{\alpha(T_0)E}{4}$	2
	c- $\Delta U_{AB} = \pm 0,01 mV$ nous donne : $\Delta T = \pm 5,6 \cdot 10^{-5} K$	0.5
14-	a- $T_1 = T_0$ donc $R = R_0 = X_0$; $U_{AB} = \frac{E}{2} (\frac{R-X}{R+X})$ la résistance X est fixé à X_0 ; $U_{AB} = \frac{E}{2} (\frac{R-X_0}{X_0+R}) \Rightarrow \frac{2U_{AB}}{E} - 1 = \frac{-2X_0}{R+X_0} \Rightarrow R = \frac{2X_0}{1 - \frac{2U_{AB}}{E}} - X_0 = 114.08\Omega$ $R = R_0 e^{B(\frac{1}{T} - \frac{1}{T_0})} \Rightarrow \ln \frac{R}{R_0} = B(\frac{1}{T} - \frac{1}{T_0}) \Rightarrow \frac{1}{T} = \frac{1}{B} (\ln \frac{R}{R_0} + \frac{1}{T_0})$ $\Rightarrow T = 300.11K$	1 0.5 0.5
	b- ΔT à pour origine l'échauffement par effet joule dissipé dans la résistance on à $T > T_1$	2

15-	a- Bilan thermique : $P_e dt - \phi_e dt = mC dT \Rightarrow \frac{dT}{dt} = \frac{P_e - \phi_e}{mC}$	2
	b- En régime permanent : $P_e = \phi_e \Rightarrow P_e = h_g(T_1 - T_0)$	2
	c- On a : $RI_R = \frac{E}{2} + U_{AB} \Rightarrow I_R = 43.4 \text{ mA}$	2
	d- $P_e = RI_R^2 \Rightarrow P_e = 0.216 \text{ W}$ $h_g = \frac{P_e}{\Delta T} = 1.97 \text{ WK}^{-1}$	1 1
16-	Le premier principe $dU = \delta Q + \delta W_{recu} \Rightarrow \delta Q = dU - V_0 dq$ Le 2 ^{ème} principe $\delta Q \leq T dS \Rightarrow dU - V_0 dq \leq T dS$	2
17-	a- $d\tilde{F} = dU - T dS - S dT - V_0 dq \leq 0 \Rightarrow d\tilde{F} = dF - d(V_0 q) \leq 0$ $\tilde{F} = F - V_0 q$; une variation de la tension de 0V à V_0 on a : $\Rightarrow d\tilde{F} = \delta Q + \delta W_{recu} - T dS - S dT - V_0 dq - q dV$ $\Rightarrow d\tilde{F} = T dS + V_0 dq - T dS - V_0 dq - q dV = -q dV$ d'où : $\tilde{F} = -\frac{1}{2} C V_0^2$	2
	b- La variation de la fonction évolue en diminuant d'où $\tilde{F}$ est un potentiel thermodynamique	1
18-	a- $d\tilde{F} = \left(\frac{\partial \tilde{F}}{\partial T}\right)_V dT + \left(\frac{\partial \tilde{F}}{\partial V}\right)_T dV$ et $d\tilde{F} = -S dT - q dV \Rightarrow \left(\frac{\partial \tilde{F}}{\partial T}\right)_V = -S$ et $\left(\frac{\partial \tilde{F}}{\partial V}\right)_T = -q$ La différentielle est totale exacte $\frac{\partial^2 \tilde{F}}{\partial T \partial V} = \frac{\partial^2 \tilde{F}}{\partial V \partial T} \Rightarrow \left(\frac{\partial(q)}{\partial T}\right)_V = \left(\frac{\partial(S)}{\partial V}\right)_T = \frac{\lambda}{T}$ Or $q = CV \Rightarrow \left(\frac{\partial(CV)}{\partial T}\right)_V = \frac{\lambda}{T} \Rightarrow V \left(\frac{\partial(C)}{\partial T}\right)_V = \frac{\lambda}{T} \Rightarrow \lambda = T V \frac{\partial(C)}{\partial T}$ s'exprime en $J.V^{-1}$	2
	b- $\delta Q = T_0 dS \Rightarrow \delta Q = T_0 \left(\frac{\alpha}{T_0} dT + \frac{\lambda}{T_0} dV\right) = \lambda dV$ $\Rightarrow \delta Q = T_0 V \frac{\partial(C)}{\partial T} dV$ $Q = \frac{1}{2} \frac{\partial(C)}{\partial T} T_0 V_0^2 = \frac{1}{2} \lambda V_0$	2
19-	$\frac{\partial(C)}{\partial T} < 0 \Rightarrow Q < 0$ quantité de chaleur fournie par le condensateur au liquide à fin de maintenir sa température constante.	1
20-	a- $dP = -\rho g dz$ $\int_{P_0}^P dP = -\int_h^z \rho g dz \Rightarrow P - P_0 = -\rho g z + \rho g h$ $P = -\rho g z + (\rho g h + P_0) = az + b$ $b = \rho g h + P_0$ et $a = -\rho g$ La pression augmente dans les profondeurs	2
	b- A 60m la pression $P = 7.10^5 \text{ Pa}$	1
	c- Le plongeur doit monter par palier à fin d'éviter des variations brusques de pression pouvant affecter les poumons.	2
	d- Le modèle de gaz parfait n'est pas applicable pour les grandes pressions.	2
21-	$P_1 = P_2 + \rho g(h_2 - h_1) \Rightarrow \Delta P = 2\rho g \Delta h$	2
22-	On a : $C_1 = \beta + \alpha(h_1)$ et $C_2 = \beta + \alpha(h_2)$	2
	$C_2 - C_1 = \alpha(h_2 - h_1) = 2\alpha \Delta h$ $C_1 + C_2 = 2\beta + \alpha 2h_0 = 2(\beta + \alpha h_0)$	2
23-	a- $V_B = \frac{\frac{e}{z_1}}{\frac{1}{z_1} + \frac{1}{z_2}} = \frac{z_2 e}{z_1 + z_2}$; $V_A = \frac{e}{2}$ $s = V_A - V_B = e \left(\frac{1}{2} - \frac{z_2}{z_1 + z_2}\right) \Leftrightarrow V_A - V_B = \frac{e}{2} \left(\frac{z_2 - z_1}{z_1 + z_2}\right)$ $s = \frac{e}{2} \left(\frac{C_2 - C_1}{C_1 + C_2}\right)$; $V_A - V_B = 0$ donc $C_1 = C_2 = C$	3
	b- $s = \frac{e}{2} \left(\frac{C_2 - C_1}{C_1 + C_2}\right) \Rightarrow s = \frac{e}{4(\beta + \alpha h_0)} (C_2 - C_1)$	2
	c- $s = V_A - V_B = e \frac{\alpha}{2(\beta + \alpha h_0)} \Delta h$	1
	d- $\Delta h = 3,4 \cdot 10^{-4} \text{ m}$	1