

Sujet 1 – corrigé

I Réflexion et transmission

Deux câbles coaxiaux différents, d'impédances caractéristiques Z_1 et Z_2 sont mis bout à bout en $x = 0$. Une onde harmonique est émise dans le câble occupant les abscisses $x < 0$, qui se propage dans le sens des x croissants.

- 1) Proposez une expression pour les ondes incidente, réfléchie et transmise (courant et tension).

Réponse

On a $\underline{u}_i = u_{0,i} e^{j(\omega t - k_i x)}$ puis $\underline{u}_r = u_{0,r} e^{j(\omega t + k_r x)}$ et $\underline{u}_t = u_{0,t} e^{j(\omega t - k_t x)}$. On obtient le même type de solution pour les courants avec $\underline{i} = \pm \underline{u}/Z$ (+ si propagation dans le sens croissant, - sinon)



- 2) Quelles sont les deux conditions limites en $x = 0$

Réponse

On peut appliquer la loi des nœuds : $i_i(0,t) + i_r(0,t) = i_t(0,t)$ et la loi des mailles $u_i(0,t) + u_r(0,t) = u_t(0,t)$



- 3) Définir et établissez les expressions des coefficients de transmission et de réflexion en amplitude pour la tension à la jonction entre les deux câbles.

Réponse

On a $r = \frac{u_r}{u_i}(0,t)$ et $t = \frac{u_t}{u_i}(0,t)$. Pour déterminer ces coefficients, on utilise les conditions limites précédentes :

$$u_i + u_r = u_t \Rightarrow 1 + r = t \quad (18.1)$$

$$\frac{u_i}{Z_1} - \frac{u_r}{Z_1} = \frac{u_t}{Z_2} \Rightarrow \frac{1}{Z_1} - \frac{r}{Z_1} = \frac{t}{Z_2} \quad (18.2)$$

Et on en déduit :

$$r = \frac{Z_2 - Z_1}{Z_2 + Z_1} \quad \text{et} \quad t = \frac{2Z_2}{Z_2 + Z_1}$$



- 4) On définit les coefficients de réflexion et transmission en puissance par la valeur absolue du rapport entre la valeur moyenne de la puissance réfléchie/transmise sur la valeur moyenne de la puissance incidente. Calculez ces deux coefficients ; par quelle relation simple sont-ils reliés ?

Réponse

La puissance moyenne incidente a pour expression $\langle P_i \rangle = \langle u_i(t)i_i(t) \rangle = \frac{1}{2} \frac{u_i^2}{Z_1}$. De même, $p_r = -\frac{u_r^2}{2Z_1}$ et $p_t = \frac{u_t^2}{2Z_2}$.

On en déduit :

$$R = \frac{p_r}{p_i} = \left(\frac{u_r}{u_i} \right)^2 = r^2 \quad (18.3)$$

$$T = \frac{p_t}{p_i} = \left(\frac{u_t}{u_i} \right)^2 \frac{Z_1}{Z_2} = t^2 \frac{Z_1}{Z_2} \quad (18.4)$$

$$(18.5)$$

au passage, on observe que $R + T = r^2 + t^2 = \frac{Z^2 + Z_1^2 - 2Z_1Z_2 + 4Z_2Z_1}{(Z_1 + Z_2)^2} = 1$



Sujet 2 – corrigé

I Puits canadien

Un puits canadien est un échangeur géothermique à très basse énergie utilisé pour rafraîchir ou réchauffer l'air ventilé dans un bâtiment. Ce type d'échangeur est notamment utilisé dans l'habitat passif. (Source : wikipedia).

On donne de plus les données suivantes :

- Conductivité thermique du sol terrestre : $\lambda = 0,75 \text{ W} \cdot \text{m}^{-1} \cdot \text{K}^{-1}$
- Capacité thermique du sol terrestre : $c = 1350 \text{ kJ} \cdot \text{m}^{-3} \cdot \text{K}^{-1}$

- 1) A quelle profondeur doit on enterrer une canalisation d'air servant à ventiler une habitation pour la refroidir l'été et la réchauffer l'hiver à moindre frais d'usage.

Il s'agit ici d'un problème libre dont la résolution n'est pas immédiate. Pensez donc effectuer des hypothèses soigneusement justifiées.

Réponse

On établit l'équation de diffusion :

$$\frac{\partial T}{\partial t} = D \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} \quad \text{avec} \quad D = \frac{\lambda}{c}$$

On peut vérifier par analyse dimensionnelle que D est bien en $\text{m}^2 \cdot \text{s}^{-1}$.

On cherche l'évolution temporelle au cours d'une année.

On pose la température de l'air

$$T_a = T_0 + T_1 \cos(\omega t)$$

On va chercher une solution sinusoïdale temporelle telle que

$$T(0, t) = T_a = T_0 + T_1 \cos(\omega t)$$

On va chercher une solution en régime permanent sinusoïdal sous la forme

$$T(x, t) = T_0 + A \cos(\omega t - kx)$$

et on passe en complexe, alors

$$\underline{T}(x, t) = T_0 + A e^{i(\omega t - kx)}$$

On injecte dans l'équation de diffusion :

$$k^2 = -i \frac{\omega}{D} \quad \text{soit} \quad k^2 = \frac{\omega}{D} e^{-i\pi/2}$$

On en déduit

$$k = \sqrt{\frac{\omega}{D}} e^{-i\pi/4} \quad \text{soit} \quad \boxed{k = \sqrt{\frac{\omega}{2D}} (1 - i)}$$

Or $D = \lambda/c$, alors

$$\boxed{\underline{T}(x, t) = T_0 + A e^{-\sqrt{c\omega/(2\lambda)}x} e^{i(\omega t - \sqrt{c\omega/(2\lambda)}x)}}$$

On observe donc le comportement d'une onde progressive qui s'atténue lors de sa progression. Il est donc intéressant de placer la canalisation à une demie longueur d'onde du sol : là où la température est la plus élevée en hiver et la plus froide en été.

$$x_p = \frac{\pi}{\sqrt{c\omega/(2\lambda)}} \approx 7,5 \text{ m}$$

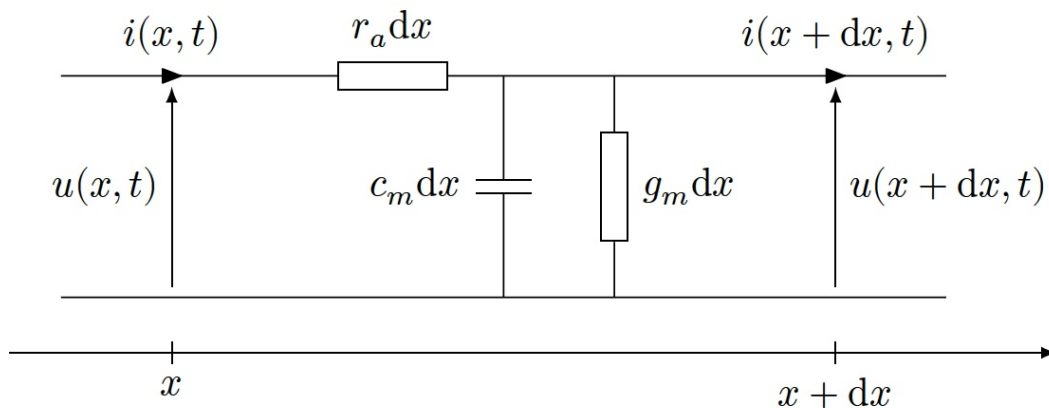
avec $\omega = \frac{2\pi}{1 \text{ an}}$



Sujet 3 – corrigé

I Fibre nerveuse

On considère une chaîne électrique dont on représente une longueur élémentaire dx , modélisant une fibre nerveuse.



Attention, $g_m dx$ représente une conductance (l'inverse d'une résistance).

- 1) Déterminer les équations différentielles couplées vérifiées par $u(x, t)$ et $i(x, t)$

Réponse

Pour cet exercice, on ne peut à priori utiliser la méthode des complexes ; il faut donc utiliser les lois de Kirchhoff :

$$u(x) = r_a dx i(x) + u(x + dx) \quad (18.1)$$

$$u(x + dx) = \frac{i_g}{g_m dx} \quad \text{et} \quad i_c = c_m dx \frac{\partial u}{\partial t}(x + dx) \quad (18.2)$$

$$i(x) = i(x + dx) + i_g + i_c \quad (18.3)$$

On obtient bien un système de 4 inconnues (u , i , i_g et i_c) et 4 équations donc on peut commencer la résolution pour faire disparaître i_c et i_g :

$$\frac{\partial u}{\partial x} = -r_a i(x) \Rightarrow \frac{\partial u}{\partial x} + r_a i(x) = 0 \quad (18.4)$$

$$\frac{\partial i}{\partial x} = -\frac{i_g + i_c}{dx} = -\frac{g_m dx u(x + dx) + c_m dx \frac{\partial u}{\partial t}(x + dx)}{dx} \Rightarrow \frac{\partial i}{\partial x} + c_m \frac{\partial u}{\partial t} + g_m u = 0 \quad (18.5)$$

D'où le résultat. (on a remplacé $u(x + dx)$ par $u(x)$ qui est vrai à l'ordre 0 en dx)



- 2) En déduire l'équation vérifiée par $u(x, t)$ seulement.

Réponse

On a un système de deux équations couplées à deux inconnues. On peut procéder par substitution en dérivant la première équation par rapport à x :

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + r_a \left[-c_m \frac{\partial u}{\partial t} - g_m u \right] = 0 \Rightarrow \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - r_a c_m \frac{\partial u}{\partial t} - r_a g_m u = 0$$



On envisage dans la suite une solution sous forme d'onde plane progressive monochromatique $\underline{u}(x,t) = u_0 e^{j(\omega t - kx)}$.

- 3) À quelle condition sur ω , c_m et g_m l'équation différentielle vérifiée par $u(x,t)$ se simplifie-t-elle en

$$\frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial x^2} = r_a c_m \frac{\partial u}{\partial t}$$

Réponse

On injecte la solution proposée :

$$-k^2 - r_a c_m j\omega - r_a g_m = 0 \Rightarrow k^2 + r_a(jc_m\omega + g_m)$$

On peut s'affranchir de la conductivité lorsque $g_m \ll c_m\omega$ (ce terme disparaît de l'équation de dispersion)



On supposera cette condition vérifiée par la suite.

- 4) Déterminer la relation de dispersion entre ω et k . Montrer que le milieu est dispersif et absorbant. Que valent les vitesses de phase et de groupe ? Quelle relation lie ces deux grandeurs ?

Réponse

On obtient ainsi $k^2 + jr_a c_m \omega = 0$ On cherche premièrement v_ϕ :

$$v_\phi = \frac{\omega}{k} = j \frac{k}{r_a c_m}$$

Cette vitesse de phase dépend de k donc de ω . Le milieu est donc dispersif. La résolution de cette question montre de plus que k sera complexe donc le milieu est aussi absorbant. On trouve pour la vitesse de groupe :

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{2jk}{r_a c_m} = 2v_\phi$$



- 5) Mettre en évidence une distance caractéristique d'atténuation. Commenter.

Réponse

On a $l \propto \frac{1}{|k|} = \frac{1}{\sqrt{rc\omega}}$. Ainsi, la longueur caractéristique d'atténuation dépend de la fréquence. Plus cette dernière est élevée et moins le signal se propagera dans la fibre nerveuse. À l'inverse, un signal basse fréquence pourra se propager beaucoup plus loin.



Sujet 4 – corrigé

I Transmission entre deux cordes

Une corde infinie est constituée de deux parties :

- $x < 0$: masse linéique μ_1 , tension T
- $x > 0$: masse linéique μ_2 , même tension T

Une onde progressive se dirige vers le point O en provenant de la région des x négatifs. On notera c_1 (respectivement c_2) la célérité des ondes susceptibles de se propager sur la partie $x < 0$ (respectivement $x > 0$) de la corde.

On note $y_i(x, t)$, $y_r(x, t)$, $y_t(x, t)$ les élongations correspondant à l'onde incidente, réfléchie et transmise. À ces élongations correspondent les ondes de vitesse respectives

$$v_i(x, t) = \frac{\partial y_i(x, t)}{\partial t} \quad , \quad v_r(x, t) = \frac{\partial y_r(x, t)}{\partial t} \quad , \quad v_t(x, t) = \frac{\partial y_t(x, t)}{\partial t}.$$

- 1) Définir une onde progressive se propageant à la vitesse v selon les x croissants. Justifier que $\frac{\partial y_i(x, t)}{\partial x} = -\frac{v_i(x, t)}{c_1}$.

Réponse

Comme

$$y_i(x, t) = f(t - x/c_1) \quad \text{et} \quad y_r(x, t) = g(t + x/c_1) \quad \text{et} \quad y_t = h(t - x/c_2)$$

On en déduit

$$\frac{\partial y_i(x, t)}{\partial x} = \frac{df(u)}{du} \times \frac{\partial t}{\partial u} \times \frac{\partial u}{\partial x} \quad \text{avec} \quad u = t - x/c_1$$

On trouve alors

$$\frac{\partial y_i(x, t)}{\partial x} = \frac{df(t - x/c_1)}{dt} \times \left(-\frac{1}{c_1}\right)$$

soit $\frac{\partial y_i(x, t)}{\partial x} = -\frac{v_i(x, t)}{c_1}$



- 2) Déterminer les coefficients de réflexion r et de transmission t relatifs à la vitesse. On introduira la quantité $\eta = \sqrt{\mu_2/\mu_1}$.

Que se passe-t-il pour les cas limites $\mu_2 \rightarrow \infty$ et $\mu_1 = \mu_2$?

Réponse

On écrit la continuité de la corde en $y = 0$ et en dérivant par rapport au temps, on a

$$v_i(0, t) + v_r(0, t) = v_t(0, t)$$

On écrit la continuité de la tangente à la corde en $y = 0$:

$$\frac{\partial y_i(x, t)}{\partial x}(x = 0) + \frac{\partial y_r(x, t)}{\partial x}(x = 0) = \frac{\partial y_t(x, t)}{\partial x}(x = 0)$$

soit
$$-\frac{v_i(0, t)}{c_1} + \frac{v_r(0, t)}{c_1} = -\frac{v_t(0, t)}{c_2}$$

En exploitant ces deux relation et avec $\eta = c_1/c_2$, on a

$$r = \frac{1-\eta}{1+\eta} \quad \text{et} \quad t = 1+r = \frac{2}{1+\eta}$$

Cas limites :

- $\eta \Rightarrow +\infty$: $r = -1$, $t = 0$ l'onde se "heurte" à un mur, elle est uniquement réfléchi
- $\eta = 1$: $r = 0$, $t = 1$: il n'y a pas de changement de milieu, donc pas de réflexion



- 3) Définir la puissance $\Pi(x,t)$ transférée en x dans le sens des $x > 0$ dans le cas général d'une corde infinie de tension T et de masse linéique μ . On exprimera $\Pi(x,t)$ en fonction de T , c , la célérité de l'onde, et $v(x,t)$ sa vitesse transversale. On se placera dans le cas d'une onde progressive.

Réponse

$$\Pi(x,t) = -\vec{T}(x,t) \cdot \vec{v}(x,t) = -T_y(x,t) \times \frac{\partial y(x,t)}{\partial t}$$

Or $T_y(x,t) = T \sin(\alpha) \approx T\alpha = T \frac{\partial y(x,t)}{\partial x}$ et pour une onde progressive $\frac{\partial y(x,t)}{\partial x} = -\frac{v(x,t)}{c}$ on en déduit

$$\Pi(x,t) = \frac{T}{c} v^2(x,t)$$



- 4) En traduisant la conservation de l'énergie en $x = 0$, établir une relation entre r , t et η . Vérifier que cette expression est compatible avec les expressions obtenues précédemment.

Réponse

$$\Pi(0^-,t) = -\frac{T_y(0^-,t)}{c_1} v(0^-,t)$$

$$T_y(0^-,t) = T \left(\frac{\partial y_i}{\partial x}(x=0) + \frac{\partial y_r}{\partial x}(x=0) \right) = \frac{T}{c_1} (v_r(0,t) - v_i(0,t))$$

Comme $v(0^-,t) = v_r(0,t) + v_i(0,t)$, on en déduit

$$\Pi(0^-,t) = \frac{T}{c_1} (v_i(0,t) - v_r(0,t)) \times (v_i(0,t) + v_r(0,t))$$

$$\text{soit} \quad \Pi(0^-,t) = \frac{T}{c_1} (v_i^2(0,t) - v_r^2(0,t))$$

Pour $x > 0$ l'onde est progressive, donc

$$\Pi(0^+,t) = \frac{T}{c_2} v_t^2(0,t)$$

La continuité de la puissance donne

$$\frac{T}{c_1} (v_i^2(0,t) - v_r^2(0,t)) = \frac{T}{c_2} v_t^2(0,t)$$

$$\text{soit} \quad v_i^2(0,t) - v_r^2(0,t) = \frac{c_1}{c_2} v_t^2(0,t)$$

On en déduit $1 - r^2 = \eta t^2$.

On vérifie qu'avec les expressions de r et t établies précédemment; cette relation est vérifiée.

