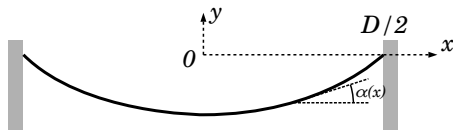


## Etude d'une corde statique suspendue

On considère une corde suspendue entre deux points fixes de même hauteur  $y = 0$ , situés à  $x = -D/2$  et  $x = +D/2$ . La corde a une masse volumique  $\mu$  et on note  $y(x)$  sa hauteur à l'abscisse  $x$ . La corde est, statique, n'est soumise qu'à la pesanteur  $\vec{g}$  et à sa tension  $T(x)$ .

On considère le cas général, c'est-à-dire le cas où l'angle  $\alpha$  (défini entre la tangente de la corde et l'horizontale) n'est pas nécessairement petit. On notera respectivement  $T_0$  et  $\alpha_0$  la tension de la corde et l'angle  $\alpha$  en  $x = -D/2$ .



- ★ En appliquant une première fois le principe fondamental de la statique sur un élément de corde de longueur  $dl$ , montrer que  $T(x) \cdot \cos(\alpha(x)) = T_0 \cdot \cos(\alpha_0)$ .
- ★ En appliquant une seconde fois le principe fondamental de la statique, montrer que  $y(x)$  vérifie l'équation différentielle :

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{1}{l_c} \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2}$$

On explicitera l'expression de  $l_c$ , dont on précisera la dimension.

- ★ Résoudre cette équation différentielle. Trouver la solution à l'aide des conditions aux limites. On donne :  $\int \frac{dx}{\sqrt{1+x^2}} = \text{argsh}(x)$
- ★ Montrer que le poids total de la corde s'écrit :

$$P = 2\mu g l_c \times \text{sh}\left(\frac{D}{2l_c}\right)$$

- ★ Expliciter l'expression de la tension  $T(x)$  le long de la corde. A quelle endroit est-elle maximale ? Minimale ? Comparer avec le poids de la corde.
- ★ Exprimer la longueur  $L$  et la *flèche*  $h$  (la hauteur entre le point le plus haut et le plus bas) de la chaîne en fonction du paramètre  $l_c$ . Comment connaître alors la tension dans une chaîne suspendue simplement à partir d'une photographie de celle-ci et de sa masse linéique ?

## Etude d'un instrument à corde

On considère une corde d'un instrument de musique fixée entre deux points de même hauteur  $y = 0$ , situés à  $x = 0$  et  $x = D$ . On note  $y(x)$  son écart par rapport à l'horizontale (l'axe  $Ox$ ) à l'abscisse  $x$ . La corde a une masse linéique  $\mu$  et est tendue à une tension  $T_0$  à ses extrémités, suffisamment forte pour que la pesnateur puisse être négligée et que l'écart  $y$  reste très petit devant la longueur  $L$  de la corde. On négligera par ailleurs les frottements lorsque la corde vibre.

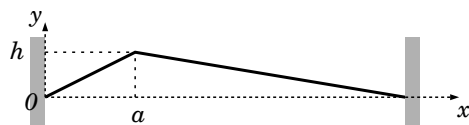
On s'intéresse à la dynamique de la corde, en particulier aux fréquences qui seront générées lorsqu'elle sera soumise à une excitation par le musicien.

- A l'aide des hypothèses données et en utilisant le principe fondamental de la dynamique, montrer que la tension est constante le long de la corde, puis établir une équation différentielle sur  $y(x, t)$ . On fera intervenir une célérité  $c$  que l'on explicitera.
- Quelles sont les solutions générales de cette équation ? Commenter.
- On s'intéresse aux solution de l'équation s'écrivant sous la forme  $y(x, t) = F(x)G(t)$ . Comment s'appelle ce type d'onde ? Obtenir de nouvelles équations différentielles sur  $F$  et  $G$ . Combien y a-t-il de constantes d'intégration ?
- On admet que la solution générale sur  $y$  s'écrit alors :

$$y(x, t) = \sum_n [A_n \cos(\omega_n t) + B_n \sin(\omega_n t)] \cdot \sin(k_n x)$$

où  $A_n$  et  $B_n$  sont des constantes. Expliciter l'expression de  $k_n$ .

- On excite la corde avec une excitation à  $t = 0$  dessinée ci-dessous avec une vitesse initiale nulle. En utilisant ces conditions initiales sur  $y(x, t = 0)$  et  $\dot{y}(x, t = 0)$  et l'expression de  $y(x, t)$ , calculer les coefficients  $A_n$  et  $B_n$ . En déduire l'expression de  $y(x, t)$  dans ce cas-là.



On rappelle la relation suivante :

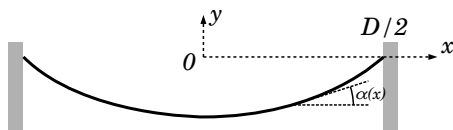
$$\int_0^1 du \times \sin(n\pi u) \times \sin(m\pi u) = \frac{\delta_{nm}}{2}$$

où  $\delta_{nm} = 1$  si  $n = m$  et  $\delta_{nm} = 0$  si  $n \neq m$ .

## Étude d'une corde

On considère une corde suspendue entre deux points fixes de même hauteur  $y = 0$ , situés à  $x = -D/2$  et  $x = +D/2$ . La corde a une masse volumique  $\mu$  et on note  $y(x)$  sa hauteur à l'abscisse  $x$ .

**Cas statique** La corde est supposée dans un premier temps statique. On considère le cas général, c'est-à-dire le cas où l'angle  $\alpha$  (défini entre la tangente de la corde et l'horizontale) n'est pas nécessairement petit. On notera respectivement  $T_0$  et  $\alpha_0$  la tension de la corde et l'angle  $\alpha$  en  $x = -D/2$ .



- ★ En appliquant une première fois le principe fondamental de la statique sur un élément de corde de longueur  $dl$ , montrer que  $T(x) \cdot \cos(\alpha(x)) = T_0 \cdot \cos(\alpha_0)$ .
- ★ En appliquant une seconde fois le principe fondamental de la statique, montrer que  $y(x)$  vérifie l'équation différentielle :

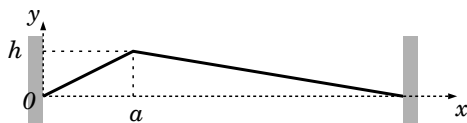
$$\frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{1}{l_c} \sqrt{1 + \left( \frac{dy}{dx} \right)^2}$$

On explicitera l'expression de  $l_c$ , dont on précisera la dimension.

- ★ Résoudre cette équation différentielle. Trouver la solution à l'aide des conditions aux limites. On donne :  $\int \frac{dx}{\sqrt{1+x^2}} = \operatorname{argsh}(x)$
- ★ Expliciter la tension verticale  $T(x) \cdot \sin(\alpha(x))$  le long de la corde. A quelle endroit est-elle maximale ? Minimale ? Commenter.
- ★ Exprimer la longueur  $L$  et la *flèche*  $h$  (la hauteur entre le point le plus haut et le plus bas) de la chaîne en fonction du paramètre  $l_c$ . Comment connaître alors la tension dans une chaîne suspendue simplement à partir d'une photographie de celle-ci et de sa masse linéique ?

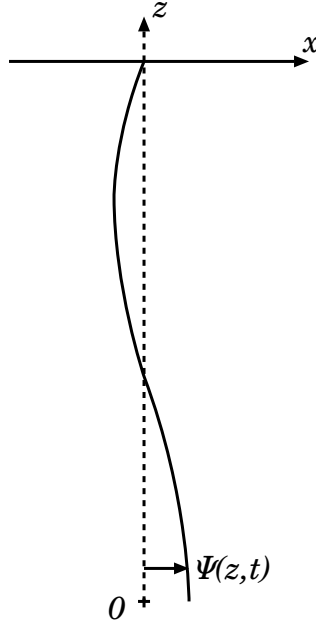
**Cas dynamique** On considère maintenant que la corde est fortement tendue ( $\alpha \ll 1$ ,  $l_c \rightarrow \infty$ ) mais qu'elle n'est plus statique. On cherche à comprendre sa dynamique. On négligera les frottements.

- ◇ Déterminer l'équation régissant  $y(x, t)$  le long de la corde avec  $\alpha \ll 1$ . Comment s'appelle cette équation ? Quelles sont ses solutions ? Commenter.
- ◇ Sachant que la corde est ancrée en  $x = 0$  et  $x = L$ , donner l'expression générale de  $y(x, t)$  dans le cas de solutions stationnaires.
- ◇ On excite la corde avec une excitation dessinée ci-dessous. Donner l'expression de  $y(x, t)$  dans ce cas-là.



## Corde pendue verticalement ★

On considère une corde de masse linéique  $\mu$  attachée au plafond à un point fixe et laissée verticalement à elle-même dans le vide. On prendra pour origine  $z = 0$  le bout de la corde. Elle n'est soumise qu'à la gravité. On notera  $\Psi(z, t)$  l'écart de la corde à la verticale à la hauteur  $z$  à l'instant  $t$ , que l'on supposera très petit par rapport à la longueur  $L$  de la corde.



- \* En appliquant le principe fondamental de la dynamique une première fois sur un élément de corde de longueur  $dz$ , montrer que la tension dans la corde n'est pas constante mais s'écrit  $T(z) = kz$ , en précisant l'expression de  $k$ .
- \* En appliquant une seconde fois le principe fondamental de la dynamique, montrer que  $\Psi(z, t)$  vérifie l'équation différentielle :

$$\frac{\partial^2}{\partial t^2} \Psi(z, t) = g \frac{\partial}{\partial z} \left( z \frac{\partial}{\partial z} \Psi(z, t) \right)$$

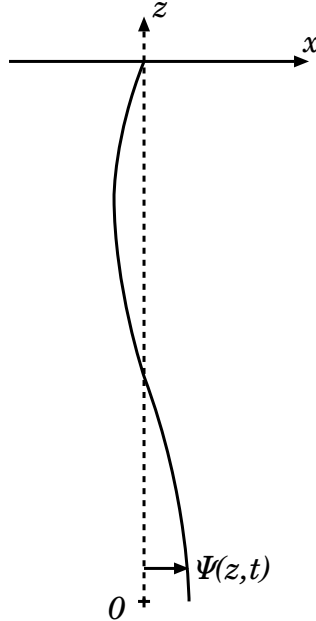
Est-ce une équation d'Alembert ?

On cherche des solutions sous la forme  $\Psi(z, t) = \alpha(z) \cos(\omega t) + \beta(z) \sin(\omega t)$ .

- \* Comment s'appellent ce type de solutions ? Déterminer l'équation différentielle vérifiée par  $\alpha$  et  $\beta$ .
- \* En posant  $Z = \frac{z\omega^2}{g}$ , trouver un nouveau système d'équation différentielle en  $A(Z) = \alpha(z)/\alpha(0)$ .
- \* On cherche la solution sous la forme d'une série entière  $A(Z) = \sum_k A_k Z^k$ . Déterminer les coefficients  $K$ .

## Corde pendue verticalement ★★

On considère une corde de masse linéique  $\mu$  attachée au plafond à un point fixe et laissée verticalement à elle-même dans le vide. On prendra pour origine  $z = 0$  le bout de la corde. Elle n'est soumise qu'à la gravité. On notera  $\Psi(z, t)$  l'écart de la corde à la verticale à la hauteur  $z$  à l'instant  $t$ , que l'on supposera très petit par rapport à la longueur  $L$  de la corde.



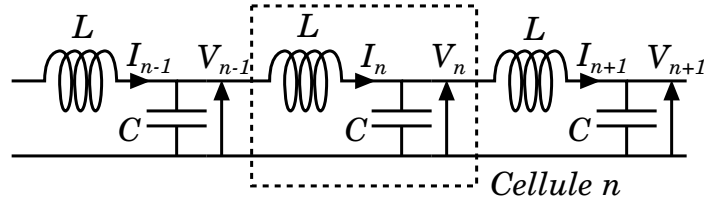
- \* En appliquant le principe fondamental de la dynamique, trouver une équation différentielle en  $\Psi(z, t)$ .

On cherche des solutions sous la forme  $\Psi(z, t) = \alpha(z) \cos(\omega t) + \beta(z) \sin(\omega t)$ .

- \* Comment s'appellent ce type de solutions ? Déterminer l'équation différentielle vérifiée par  $\alpha$  et  $\beta$ .
- \* En posant  $Z = \frac{z\omega^2}{g}$ , trouver un nouveau système d'équation différentielle en  $A(Z) = \alpha(z)/\alpha(0)$ .
- \* On cherche la solution sous la forme d'une série entière  $A(Z) = \sum_k A_k Z^k$ . Déterminer les coefficients  $K$ .
- \* Comment pourrait-on trouver une relation de dispersion  $\omega(k)$  ?

## Propagation sur une ligne électrique

On considère une ligne électrique composée d'une suite de cellules identiques, constituées d'une inductance  $L$  et d'une capacité  $C$  comme indiqué sur le schéma ci-dessous. Dans la cellule  $n$ , on note  $V_n$  la tension aux bornes de la capacité et  $I_n$  le courant traversant l'inductance.



- ♠ En établissant des relations entre les courants et les tensions des cellules  $n-1$ ,  $n$  et  $n+1$ , montrer que la tension  $V_n$  vérifie la relation suivante :

$$\frac{d^2 V_n}{dt^2} = \omega_0^2 (V_{n+1} + V_{n-1} - 2V_n) \quad (1)$$

On précisera l'expression de  $\omega_0$ .

- ♠ A quoi correspond la quantité  $\frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} C V_n^2 + \frac{1}{2} L I_n^2 \right)$  ? L'exprimer en fonction de  $i_n \times V_{n-1}$  et  $i_{n+1} \times V_n$ . Interpréter ce résultat.

On cherche une solution sinusoïdale pour  $V_n(t)$  de l'équation 4 (on prendra la notation complexe  $V_n(t) = A_n \exp(j\omega t)$ ) de sorte à ce que l'effet après le passage dans une cellule soit un déphasage  $\alpha$  fixé :  $V_{n+1} = V_n \exp(-j\alpha)$ , avec  $\alpha > 0$ .

- ♠ Quelle est la signification de la grandeur  $\alpha$  en terme de propagation ? Exprimer  $A_n$  en fonction de  $A_0$ ,  $n$  et  $\alpha$ . En déduire une relation de "dispersion" entre  $\omega$  et  $\alpha$ .
- ♠ Montrer que ces solutions n'existent que si  $\omega$  est inférieur à une certaine fréquence  $\omega_c$ , que l'on exprimera. Si cette condition est vérifiée, pourquoi peut-on parler de propagation de la phase ? Préciser la "vitesse" de propagation  $v_\varphi$  correspondante.
- ♠ On suppose maintenant que  $\omega \ll \omega_c$ . En explicitant  $\alpha$  en fonction de  $\omega$ , exprimer  $v_\varphi$ . Que constate-t-on ? En déduire l'effet d'une cellule sur un signal électrique, composé de fréquence suffisamment basses, se traduit par un retard temporel  $\tau$  que l'on exprimera en fonction de  $\omega_0$ . Application numérique :  $C = 10\text{nF}$  et  $L = 25\mu\text{H}$ , calculer  $\omega_0$  et  $\tau$ . Combien de cellules doit-on mettre pour obtenir un retard de  $0.1\text{ms}$  ?
- ♠ On se place dans le cas où  $\omega < \omega_c$  et  $\alpha > 0$ . Rappeler la définition et l'interprétation de la vitesse de groupe. En donner l'expression en fonction de  $\omega_0$  et  $\alpha$  et donner son allure de son graphe en fonction de  $\alpha$ . Que se passe-t-il pour  $\alpha = \pi$  ?
- ♠ En notation complexe, l'intensité  $I_n$  est de la forme  $I_n(t) = B_n \exp(j\omega t)$ . Exprimer  $B_n$  en fonction de  $A_n$ ,  $L$ ,  $\omega_0$  et  $\alpha$ . Calculer la moyenne temporelle de l'énergie de la cellule  $n$   $E = \langle \frac{1}{2} C V_n^2 + \frac{1}{2} L I_n^2 \rangle$ , ainsi que celle de la puissance  $P$  reçue de la cellule  $n-1$ . En déduire le rapport  $P/E$ . Commenter.

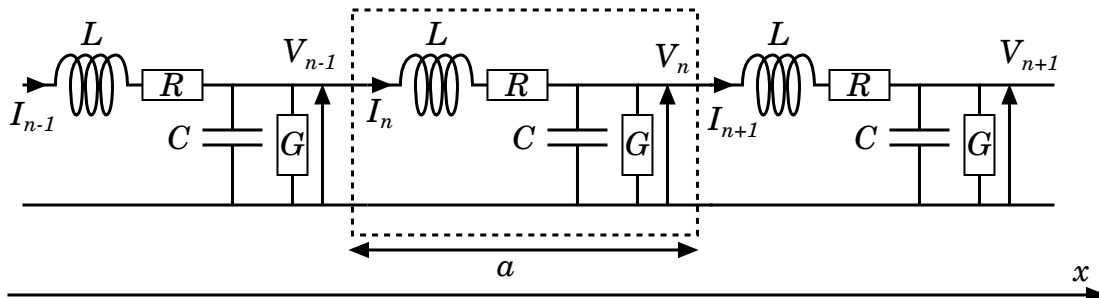
### Question supplémentaire

On suppose que l'inductance  $L$  et la capacité  $C$  sont remplacées respectivement par une inductance linéique  $\Lambda$  et une capacité linéique  $\Gamma$ .

- ♡ En substituant judicieusement l'indice  $n$  par la dimension spatiale  $x$  le long du câble coaxial, montrer que l'équation 4 devient une équation d'Alembert.
- ♡ Dans ce cas-là, par quelle quantité substituer  $\alpha$  ? Sur quel type de solutions sur  $V$  retombe-t-on ? Que devient l'équation de dispersion ? Justifier.

## Propagation dans une ligne coaxiale dissipative

On considère une ligne électrique composée d'une suite de cellules identiques, chacune constituée d'une inductance  $L$ , d'une capacité  $C$ , d'une résistance  $R$  et d'une conductance  $G$ , comme indiqué sur le schéma ci-dessous. Dans la cellule  $n$ , on note  $V_n$  la tension aux bornes de la capacité et  $I_n$  le courant traversant l'inductance. Le câble s'étend sur l'axe  $x$  et on suppose que chaque cellule est de longueur  $a$ . On souhaite comprendre la propagation des ondes électromagnétique dans cette ligne.



- ♠ En établissant judicieusement des relations entre les courants et les tensions des cellules  $n-1$ ,  $n$  et  $n+1$ , montrer que les tensions  $V_{n-1}$ ,  $V_n$  et  $V_{n+1}$  vérifient la relation suivante :

$$\omega_0^2(V_{n+1} + V_{n-1} - 2V_n) = \frac{d^2 V_n}{dt^2} + \alpha \frac{dV_n}{dt} + \beta V_n \quad (2)$$

On précisera l'expression de  $\omega_0$ ,  $\alpha$  et  $\beta$ .

- ♠ Calculer la quantité  $\frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} C V_n^2 + \frac{1}{2} L I_n^2 \right)$  en fonction de  $i_n$ ,  $i_{n+1}$ ,  $V_n$ ,  $V_{n-1}$  et de  $R$  et  $G$ . Interpréter physiquement l'ensemble des termes, puis la signification physique de l'équation obtenue.

On souhaite décrire la ligne non plus par le paramètre discret  $n$  mais avec le paramètre spatial  $x$ , qui est continu. La longueur des cellules étant  $a$ , la cellule  $n$  se situe à l'abscisse  $x = na$ , la tension aux bornes du condensateur est  $V_n(t) \leftarrow V(x, t)$  et l'intensité à travers la bobine est  $I_n(t) \leftarrow I(x, t)$ . On suppose de plus que les variations de  $I$  et  $V$  d'une cellule à l'autre sont très faibles de sorte qu'on peut écrire  $a \simeq dx$ .

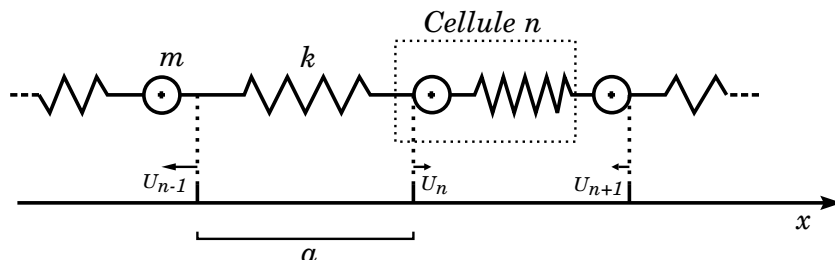
- ♠ Dans cette nouvelle modélisation continue, les caractéristiques du circuit  $C$ ,  $L$ ,  $G$  et  $R$  sont désormais remplacées par respectivement les capacités, inductances, conductances et résistances *linéiques* notées respectivement  $c$ ,  $l$ ,  $g$  et  $r$ . Donner l'expression de  $c$ ,  $l$ ,  $g$  et  $r$  à partir de  $a$  et  $C$ ,  $L$ ,  $G$  et  $R$ .
- ♠ Montrer que  $V_{n\pm 1}(t) = V(x \pm dx, t)$ . A partir de l'équation trouvée dans la première question, en déduire une équation différentielle sur  $V(x, t)$ .
- ♠ En supposant que le milieu n'est pas dissipatif, quelles seraient les solutions de cette équation différentielle ? On donnera la vitesse de propagation correspondante, notée  $c_0$ .
- ♠ On cherche des solutions propagative du type  $V(x, t) = V_0 \exp[j(\omega t - kx)]$ . Montrer que la relation dite de dispersion reliant  $k$  et  $\omega$  s'écrit :

$$k^2 = lc\omega^2 - j(lg + rc)\omega - rg \quad (3)$$

- ♠ On suppose que la dissipation est faible, c'est-à-dire que  $r \ll l\omega$  et  $g \ll c\omega$ . En faisant un développement limité à l'ordre 2, écrire  $k$  sous la forme  $k = k' + jk''$ , en précisant les expressions de  $k'$  et  $k''$ . Donner alors l'expression de  $V(x, t)$  et expliciter une longueur caractéristique  $\delta$  sur laquelle l'onde se propage. Sous quelle condition la propagation n'est pas dispersive ?

## Propagation des ondes sonores dans un solide

Dans un solide, on modélise les atomes du cristal comme une succession de masses  $m$  espacées d'une distance  $a$  selon l'axe  $x$ , et reliées entre elles par un ressort de raideur  $k$ . Ce ressort modélise l'interaction électromagnétique entre deux atomes successifs du réseau cristallin. Lorsque le solide est soumis à un choc extérieur, chaque atome s'écarte de sa position d'équilibre. L'écart à la position d'équilibre du  $n$ ème atome est noté  $u_n$  et  $F_n$  la force qu'exerce sur lui l'atome  $n + 1$  suivant. On cherche à décrire la propagation de l'onde sonore qui résulte de ce choc.



- ♠ Montrer que la position  $u_n$  de l'atome  $n$  vérifie la relation suivante :

$$\ddot{u}_n = \omega_0^2(u_{n+1} + u_{n-1} - 2u_n) \quad (4)$$

On précisera l'expression de  $\omega_0$ .

- ♠ Calculer, en fonction de  $u_n$ ,  $u_{n-1}$ ,  $F_n$  et  $F_{n-1}$ , la quantité :

$$\dot{\epsilon}_n = \frac{d}{dt} \left[ \frac{1}{2} k (u_n - u_{n+1})^2 + \frac{1}{2} m \dot{u}_n^2 \right]$$

Interpréter physiquement l'ensemble des termes.

On cherche une solution sinusoïdale pour  $u_n(t)$  de l'équation 4 (on prendra la notation complexe  $u_n(t) = A_n \exp(j\omega t)$ ) de sorte à ce que l'effet après le passage sur un atome soit un déphasage  $\alpha$  fixé :  $u_{n+1} = u_n \exp(-j\alpha)$ , avec  $\alpha > 0$ .

- ♠ Quelle est la signification de la grandeur  $\alpha$  en terme de propagation ? Exprimer  $A_n$  en fonction de  $A_0$ ,  $n$  et  $\alpha$ . En déduire une relation de "dispersion" entre  $\omega$  et  $\alpha$ .
- ♠ Montrer que ces solutions n'existent que si  $\omega$  est inférieur à une certaine fréquence  $\omega_c$ , que l'on exprimera. Si cette condition est vérifiée, pourquoi peut-on parler de propagation de la phase ? Préciser la "vitesse" de propagation  $v_\varphi$  correspondante.
- ♠ On suppose maintenant que  $\omega \ll \omega_c$ . En explicitant  $\alpha$  en fonction de  $\omega$ , exprimer  $v_\varphi$ . Que constate-t-on ? En déduire l'effet d'un atome sur un signal sonore, composé de fréquence suffisamment basses, se traduit par un retard temporel  $\tau$  que l'on exprimera en fonction de  $\omega_0$ .
- ♠ On se place dans le cas où  $\omega < \omega_c$  et  $\alpha > 0$ . Rappeler la définition et l'interprétation de la vitesse de groupe. En donner l'expression en fonction de  $\omega_0$  et  $\alpha$  et donner son allure de son graphe en fonction de  $\alpha$ .
- ♠ Que se passe-t-il pour  $\alpha = \pi$  ? Commenter. Donner la solution générale de  $x_n(t) \forall n$  sachant que  $x_0(t) = A_0 \cos(\omega t)$ . Calculer la quantité  $\epsilon_n$ , puis sa dérivée temporelle  $\dot{\epsilon}_n$ . Commenter.



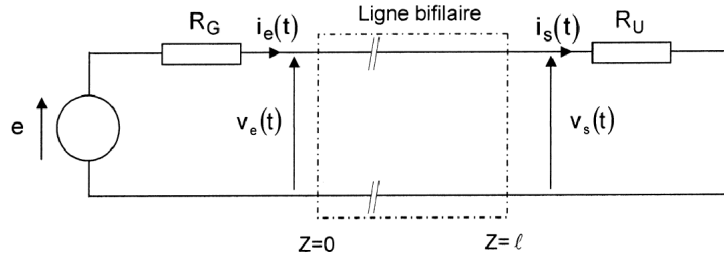
## Impédance d'un câble coaxial

On considère une ligne électrique coaxiale de longueur  $l$  s'étendant le long de l'axe  $z$ , modélisée comme une suite de cellules  $LC$  de longueur  $dz$  constituées d'une inductance linéique  $l$  et d'une capacité linéique  $c$ . On notera l'intensité et la tension à l'entrée de la cellule respectivement  $i(z, t)$  et  $v(z, t)$

- ★ Etablir deux équations différentielles entre les dérivées partielles spatiales et temporelles de l'intensité  $i(z, t)$  et la tension  $v(z, t)$ . En déduire que ces deux quantités vérifient une équation de propagation en explicitant la célérité  $c_0$ .
- ★ On admet que les solutions sont sous la forme  $v(z, t) = v_1(t - z/c_0) + v_2(t + z/c_0)$  et  $i(z, t) = i_1(t - z/c_0) + i_2(t + z/c_0)$ . Commenter la signification physique des indices 1 et 2. Montrer que :

$$\begin{aligned} v_1(t - z/c_0) &= R_c i_1(t - z/c_0) \\ v_2(t + z/c_0) &= -R_c i_2(t + z/c_0) \end{aligned}$$

On branche la ligne coaxiale à une source de tension  $e(t)$  idéale en série avec une résistance  $R_G$ , qui envoie une impulsion :  $e(t < 0) = 0$  et  $e(t \geq 0) = E$ . La ligne est fermée avec une résistance  $R_u$ . On note  $v_e(t)$  et  $v_s(t)$  les tensions à l'entrée et à la sortie de la ligne.



- ★ En écrivant les relations électriques adéquates en  $z = l$ , montrer que  $v_2(t + l/c) = \alpha \times v_1(t - l/c_0)$ , avec  $\alpha = \frac{R_u - R_c}{R_u + R_c}$ .
- ★ En déduire que  $v_2(t) = \alpha \times v_1(t - 2l/c_0)$ . Que signifie cette relation physiquement ? Quelle est la signification de  $\alpha$  ? Le calculer pour  $R_u = 0$ ,  $R_u = R_c$  et  $R_u = \infty$ .
- ★ En supposant  $R_G = R_c$ , et en écrivant les relations électriques adéquates en  $z = 0$ , montrer que  $v_1(t) = E/2$  pour  $t \geq 0$ .
- ★ Tracer les graphes des tensions  $v_e(t)$ ,  $v_s(t)$  pour  $R_u = 0$ ,  $R_u = R_c$  et  $R_u = \infty$ .