

6.1.1 Corde-Exercice 9

Une corde métallique confondue avec l'axe Ox lorsqu'elle est au repos est tendue avec une tension T. Sa longueur est L, sa masse linéique μ et elle est fixée en ses deux extrémités $x = 0$ et $x = L$. La corde est parcourue par un courant $I = I_0 \cos(\omega t)$ et placée dans un champ magnétique $\vec{B} = B_0 \sin(\pi x/L) \vec{u}_y$. L'effet du champ de pesanteur est négligé.

a-Evaluer la force de Laplace élémentaire s'exerçant sur un élément $d\vec{\ell}$ de corde. Que permet-elle de prévoir sur le mouvement de la corde ?

b-Etablir l'équation de propagation vérifiée par les petits déplacements $z(x,t)$ de la corde et commenter.

c-Justifier la recherche d'une solution de la forme $z(x, t) = A \sin(\frac{\pi x}{L}) \cos(\omega t)$. Déterminer son amplitude A et discuter la possibilité d'une résonance.

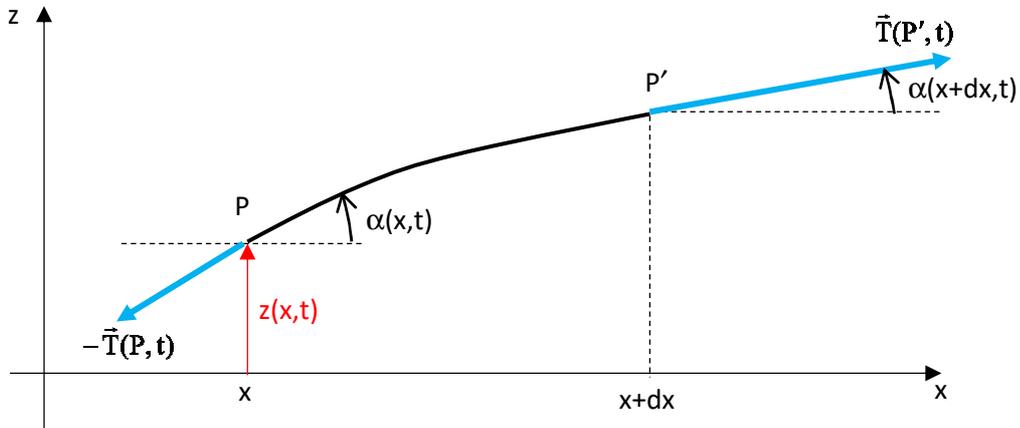
6.1.1 Corde-Exercice 9

a-Force de Laplace élémentaire : $d\vec{F}_L = Id\vec{\ell} \wedge \vec{B} = Idx\vec{u}_x \wedge B_0 \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)\vec{u}_y = IdxB_0 \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)\vec{u}_z$

Soit : $\boxed{d\vec{F}_L = IdxB_0 \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)\vec{u}_z}$

La corde va se déplacer dans le plan Oxz

b-



Système : L'élément de corde PP', de masse $dm = \mu dx$, situé entre x et $x+dx$ au repos

- Actions extérieures :
- tension $\vec{T}(P', t)$ exercée par la partie droite de la corde
 - tension $-\vec{T}(P, t)$ exercée par la partie gauche de la corde
 - la force de Laplace élémentaire $d\vec{F}_L$

Loi de la quantité de mouvement en projection selon l'axe Oz :

$$dm \frac{\partial^2 z}{\partial t^2}(x, t) = -T \sin \alpha(x, t) + T \sin \alpha(x + dx, t) + IdxB_0 \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)$$

Petites déformations => $\sin \alpha \approx \alpha$ et $\tan \alpha(x, t) \approx \alpha(x, t)$ avec $\tan \alpha(x, t) = \frac{\partial z}{\partial x}(x, t)$

$$\mu dx \frac{\partial^2 z}{\partial t^2}(x, t) = T[\alpha(x + dx, t) - \alpha(x, t)] + IdxB_0 \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right) = T \frac{\partial \alpha}{\partial x}(x, t) dx + IdxB_0 \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)$$

Donc : $\mu \frac{\partial^2 z}{\partial t^2}(x, t) = T \frac{\partial^2 z}{\partial x^2}(x, t) + IB_0 \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)$

Que l'on écrit sous la forme : $\boxed{\frac{\partial^2 z}{\partial x^2}(x, t) = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 z}{\partial t^2}(x, t) - \frac{IB_0}{T} \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)}$ avec : $\boxed{c = \sqrt{\frac{T}{\mu}}}$ (m.s⁻¹)

On ne retrouve pas l'équation d'onde classique de D'Alembert à une dimension.

c-On cherche une solution du type onde plane stationnaire car il y a deux conditions aux limites.

On reporte $z(x, t) = A \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right) \cos(\omega t)$ dans l'équation de propagation :

$$-A \frac{\pi^2}{L^2} \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right) \cos(\omega t) = -\frac{\omega^2}{c^2} A \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right) \cos(\omega t) - \frac{IB_0}{T} \cos(\omega t) \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)$$

D'où : $\boxed{A = \frac{IB_0}{\frac{\pi^2}{L^2} \omega^2 - \frac{T}{c^2}}}$

Il peut y avoir une résonance pour $\boxed{\omega = \frac{\pi c}{L}}$ car alors l'amplitude tend en théorie vers l'infini.

En pratique elle ne tend pas vers l'infini à cause des phénomènes négligés (frottement, raideur de la corde...)