

## LU3ME002 : Équations aux dérivées partielles de la mécanique

## Feuille d'exercices n° 5 : Méthode de séparation des variables

**Exercice 1 :** Equation des ondes avec conditions initiales et conditions aux limites de Dirichlet  
Résoudre le problème

$$u_{tt} = c^2 u_{xx}, \quad 0 < x < l, \quad t > 0 \quad (1)$$

$$u(0, t) = u(l, t) = 0, \quad t > 0 \quad (2)$$

$$u(x, 0) = x, \quad u_t(x, 0) = 0, \quad 0 < x < l \quad (3)$$

**Corrigé**

La solution pour des conditions initiales générales a été obtenue en cours. En la cherchant sous la forme  $u(x, t) = X(x)T(t)$  nous avons trouvé :

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left( A_n \cos \frac{n\pi ct}{l} + B_n \sin \frac{n\pi ct}{l} \right) \sin \left( \frac{n\pi x}{l} \right) \quad (4)$$

Sa dérivée par rapport à  $t$  est :

$$u_t(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n\pi c}{l} \left( -A_n \sin \frac{n\pi ct}{l} + B_n \cos \frac{n\pi ct}{l} \right) \sin \left( \frac{n\pi x}{l} \right) \quad (5)$$

Pour  $t = 0$  on obtient :

$$0 = \sum_n \frac{n\pi c}{l} B_n \sin \frac{n\pi x}{l} \quad (6)$$

donc  $B_n = 0$  pour  $n = 1, 2, \dots$

D'autre part, en remplaçant  $t = 0$  dans l'expression de  $u(x, t)$  on trouve

$$x = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin \frac{n\pi x}{l} \quad (7)$$

D'après la formule des coefficients des séries en sinus :

$$A_m = \frac{2}{l} \int_0^l x \sin \frac{m\pi x}{l} dx = (-1)^{m+1} \frac{2l}{m\pi} \quad (8)$$

et la solution devient

$$u(x, t) = \frac{2l}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} \cos \frac{n\pi ct}{l} \sin \frac{n\pi x}{l} \quad (9)$$

**Exercice 2 :** Conditions aux limites non-homogènes

Soit  $a, b, \alpha, \beta, u_0$  et  $l$  des réels strictement positifs tels que :

$$a\pi^2 > bl^2 \quad (10)$$

Résoudre l'équation aux dérivées partielles :

$$a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + bu + \frac{\partial u}{\partial t} = 0 \quad \forall (x, t) \in ]0, l[ \times ]0, +\infty[ \quad (11)$$

avec les conditions aux limites non homogènes

$$\begin{cases} u(0, t) = u_0 e^{-\alpha t} & \forall t > 0 \\ u(l, t) = u_0 e^{-\beta t} & \forall t > 0 \end{cases} \quad (12)$$

et la condition

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(x, t) = 0 \quad \forall x \in ]0, l[ \quad (13)$$

## Corrigé

On commence par rendre homogènes les conditions aux limites, on cherche un relèvement :

$$U(x, t) = u_0 \left( e^{-\alpha t} \left( 1 - \frac{x}{l} \right) + \frac{x}{l} e^{-\beta t} \right) \quad (14)$$

$U$  est régulier et vérifie les conditions aux limites. On pose  $v = u - U$ ,  $v$  est solution de :

$$\begin{aligned} a \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + bv + \frac{\partial v}{\partial t} &= - \left( a \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} + bU + \frac{\partial U}{\partial t} \right) = u_0 \left( (b - \alpha) e^{-\alpha t} \left( 1 - \frac{x}{l} \right) + (b - \beta) \frac{x}{l} e^{-\beta t} \right) \\ v(0, t) = v(l, t) &= 0 \quad \forall t > 0 \\ \lim_{t \rightarrow \infty} v &= \lim_{t \rightarrow +\infty} u - U = 0 \quad \forall x \in ]0, l[ \end{aligned} \quad (15)$$

On injecte la forme à variables séparées dans l'équation homogène  $v = XT$

$$a \frac{X''}{X} = -b - \frac{T'}{T} = -\lambda \quad (16)$$

La discussion usuelle sur les conditions aux limites conduit à la base hilbertienne suivante :

$$X_n = \sqrt{\frac{2}{l}} \sin \left( n\pi \frac{x}{l} \right) \quad (17)$$

Note : Le facteur  $\sqrt{\frac{2}{l}}$  peut-être absent de cette expression ; les calculs seront légèrement différents de ce qui suit mais conduiront au même résultat.

On injecte la série  $\sum X_n T_n$  dans l'EDP.

$$\sum \left( \left( b - \frac{an^2\pi^2}{l^2} \right) T_n + T'_n \right) X_n = u_0 \left( (b - \alpha) e^{-\alpha t} \left( 1 - \frac{x}{l} \right) + (b - \beta) \frac{x}{l} e^{-\beta t} \right) \quad (18)$$

On projette le second membre sur la base, il faut calculer les projections de  $x \mapsto 1$  et  $x \mapsto x/l$

$$\begin{aligned} (X_n, 1)_{L^2([0, l])} &= \sqrt{\frac{2}{l}} \int_0^l \sin \left( n\pi \frac{x}{l} \right) dx = \frac{\sqrt{2l}}{n\pi} (1 - (-1)^n) \\ \left( X_n, \frac{x}{l} \right)_{L^2([0, l])} &= \frac{\sqrt{2}}{l\sqrt{l}} \int_0^l \sin \left( n\pi \frac{x}{l} \right) x dx = \frac{\sqrt{2l}}{n\pi} (-1)^{n+1} \end{aligned} \quad (19)$$

On a donc en projection :

$$\left( \left( b - \frac{an^2\pi^2}{l^2} \right) T_n + T'_n \right) = u_0 \frac{\sqrt{2l}}{n\pi} \left( (b - \alpha)e^{-\alpha t} + (b - \beta)(-1)^{n+1}e^{-\beta t} \right) \quad (20)$$

D'après l'hypothèse  $(b - \frac{an^2\pi^2}{l^2}) < 0$ , ce qui donnerait une exponentielle croissante en solution du problème homogène, incompatible avec l'hypothèse de solution nulle à l'infini. On cherche donc une solution particulière qui tend vers 0 en l'infini (sous la forme  $T_p(t) = Ae^{-\alpha t} + Be^{-\beta t}$ ), et donc (après identification de  $A$  et  $B$ ) on trouve :

$$T_n(t) = u_0 \frac{\sqrt{2l}}{n\pi} \left( \frac{b - \alpha}{b - \frac{an^2\pi^2}{l^2} - \alpha} e^{-\alpha t} + (-1)^{n+1} \frac{b - \beta}{b - \frac{an^2\pi^2}{l^2} - \beta} e^{-\beta t} \right) \quad (21)$$

Ce qui conduit à :

$$v(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_0 \frac{2}{n\pi} \left( \frac{b - \alpha}{b - \frac{an^2\pi^2}{l^2} - \alpha} e^{-\alpha t} + (-1)^{n+1} \frac{b - \beta}{b - \frac{an^2\pi^2}{l^2} - \beta} e^{-\beta t} \right) \sin \left( n\pi \frac{x}{l} \right) \quad (22)$$

**Exercice 3 :** Vibrations libres d'une poutre simplement appuyée

Résoudre par séparation de variables le problème suivant qui correspond aux vibrations libres d'une poutre sur deux appuis :

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + k^2 \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} &= 0 & \forall t > 0, \forall 0 < x < 1 \\ \begin{cases} u(0, t) = u(1, t) = 0 \\ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(0, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(1, t) = 0 \end{cases} & & \forall t > 0 \\ \begin{cases} u(x, 0) = f(x) \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = g(x) \end{cases} & & \forall 0 < x < 1 \end{aligned} \quad (23)$$

## Corrigé

On pose  $u = X(x)T(t)$ , on a

$$\begin{aligned} -\frac{T''}{T}(t) &= k^2 \frac{X^{(4)}}{X}(x) = \lambda \\ X(0) &= X(1) = X''(0) = X''(1) = 0 \\ \text{on pose } \omega &= \left( \frac{\lambda}{k^2} \right)^{1/4} \end{aligned} \quad (24)$$

$$X(x) = A \sin(\omega x) + B \cos(\omega x) + C \sinh(\omega x) + D \cosh(\omega x)$$

On cherche une solution non nulle qui satisfasse les conditions aux limites

$$\begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 1 \\ 0 & -\omega^2 & 0 & \omega^2 \\ \sin(\omega) & \cos(\omega) & \sinh(\omega) & \cosh(\omega) \\ -\omega^2 \sin(\omega) & -\omega^2 \cos(\omega) & \omega^2 \sinh(\omega) & \omega^2 \cosh(\omega) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A \\ B \\ C \\ D \end{pmatrix} = 0 \quad (25)$$

$$B = D = 0$$

$$2\omega^2 \sin(\omega) \sinh(\omega) = 0 \Rightarrow C = 0, \omega = \omega_k = k\pi$$

On normalise les vecteurs :  $X_k = \sqrt{2} \sin(k\pi x)$ . On pose  $u(x, t) = \sum X_k(x)T_k(t)$ ,

$$\left\{ \begin{array}{l} \sum (T_k'' + k^2 \omega^4 T_k) X_k = 0 \\ \sum T_k(0) X_k(x) = f(x) \\ \sum T_k'(0) X_k(x) = g(x) \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} T_k(t) = T_k(0) \cos(k\omega^2 t) + T_k'(0) \sin(k\omega^2 t) \\ T_k(0) = \int_0^1 X_k(x) f(x) dx \\ T_k'(0) = \int_0^1 X_k(x) g(x) dx \end{array} \right. \quad (26)$$

**Exercices 4,5 :** Corrections dans les Annales