

Corrections de la série d'exercices n°3

ex 9.1

On rappelle que l'équation de la chaleur ou équation de Laplace étudiée en cours se généralise en 2 dimensions par :

$$\frac{\partial T(x,y,t)}{\partial t} = \alpha \left\{ \frac{\partial^2 T(x,y,t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T(x,y,t)}{\partial y^2} \right\}$$

En régime stationnaire, les grandeurs ne dépendent pas du temps et l'équation devient

$$\frac{\partial^2 T(x,y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T(x,y)}{\partial y^2} = 0$$

On utilise la méthode de séparations des variables comme dans l'exercice 8.1 en posant :

$$T(x, y) = T(x, y) = g(x)h(y).$$

En remplaçant dans l'équation du dessus on arrive à :

$$\frac{g''(x)}{g(x)} = -\frac{h''(y)}{h(y)}$$

Le membre de gauche de cette équation dépend de x et celui de droite de y, or x et y sont deux variables indépendantes donc les rapports sont égaux à une même constante λ .

On étudie la forme des solutions selon le signe de λ .

Supposons $\lambda > 0$, on pose alors $\lambda = d^2$ et on résout $\frac{g''(x)}{g(x)} = d^2$.

La solution est de la forme $g(x) = A \cosh(dx) + B \sinh(dx)$.

On utilise les conditions aux limites.

$\forall y \in [0, a] \quad T(x = 0, y) = g(0)h(y) = 0$ donc $g(0) = 0$ c'est-à-dire $A=0$.

Ensuite, $\forall y \in [0, a] \quad T(x = b, y) = g(b)h(y) = 0$ donc $g(b) = 0$ c'est-à-dire $B \sinh(db) = 0$. On doit donc avoir $B=0$ ce qui ne peut pas car alors $g=0$ et $T=0$. Or la fonction nulle n'est pas solution à cause des conditions aux bords supérieur et inférieur. Donc en en déduit que $\lambda \leq 0$

En fait, on exclut immédiatement le cas où la constante est nulle car alors les fonctions $g(x)$ et $h(y)$ seraient des fonctions linéaires et si $g(x)$ est linéaire, comme elle est nulle en 0 et en a , alors $g(x)$ est nulle. Donc il nous reste à traiter $\lambda < 0$, on pose alors $\lambda = -d^2$

La solution est de la forme $g(x) = A \cos(dx) + B \sin(dx)$.

On utilise les conditions aux limites pour déterminer A et B .

$\forall y \in [0, a] \quad T(x = 0, y) = g(0)h(y) = 0$ donc $g(0) = 0$ c'est-à-dire $A=0$.

Ensuite $\forall y \in [0, a] \quad T(x = b, y) = g(b)h(y) = 0$ donc $g(b) = 0$ c'est-à-dire $B \sin(db) = 0$. On ne peut pas avoir $B=0$ (ce qui conduirait à la solution nulle) donc il existe un entier n tel que

$db = n\pi$. Ce qui s'écrit $d = \frac{n\pi}{b}$. On a une famille de solutions possible pour g de la forme :

$$g_n(x) = B_n \sin\left(\frac{n\pi x}{b}\right)$$

On résout ensuite l'équation de la fonction h , connaissant les valeurs possibles de la constante.

$$h_n(y) = C_n \cosh\left(\frac{n\pi y}{b}\right) + D_n \sinh\left(\frac{n\pi y}{b}\right)$$

D'où une famille de solution $T_n(x, y)$ de la forme :

$$T_n(x, y) = g_n(x)h_n(y)$$

Toute combinaison linéaire de ces fonctions est solution d'où l'expression générale de $T(x)$:

$$T(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin\left(\frac{n\pi x}{b}\right) (C_n \cosh\left(\frac{n\pi y}{b}\right) + D_n \sinh\left(\frac{n\pi y}{b}\right))$$

On utilise les conditions aux limites en $y=0$

$$\forall x \in [0, b] \quad T(x, y = 0) = T1 = 20 = \sum_{n=1}^{\infty} g_n(x)h_n(0)$$

Soit :

$$T1 = 20 = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin\left(\frac{n\pi x}{b}\right) (C_n)$$

On pose $E_n = C_n B_n$

La somme ci-dessus s'écrit :

$$\forall x \in [0, b] \quad T1 = \sum_{n=1}^{\infty} E_n \sin\left(\frac{n\pi x}{b}\right)$$

On reconnaît le développement en série de Fourier de la fonction impaire de période $2b$ qui vaut $T1$ sur $[0, b]$ et on a l'expression de

son coefficient de Fourier.

$$E_n = 2 \frac{2}{2b} \int_{x=0}^{x=b} T1 \sin\left(\frac{n\pi x}{b}\right) dx$$

Soit : $E_n = \frac{2T1(1-(-1)^n)}{n\pi}$. Seuls les termes correspondant à n impair sont non nuls

Enfin, on utilise le dernier bord pour déterminer les D_n

$$\forall x \in [0, b] \quad T(x, y = a) = T1 = g(x)h(a)$$

$$T1 = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin\left(\frac{n\pi x}{b}\right) (C_n \cosh\left(\frac{n\pi a}{b}\right) + D_n \sinh\left(\frac{n\pi a}{b}\right))$$

Les $E_n = C_n B_n$ on déjà été déterminés.

On pose $F_n = (E_n \cosh\left(\frac{n\pi a}{b}\right) + B_n D_n \sinh\left(\frac{n\pi a}{b}\right))$, alors l'expression ci-dessus s'écrit :

$T1 = \sum_{n=1}^{\infty} F_n \sin\left(\frac{n\pi x}{b}\right)$ On reconnaît le développement en série de Fourier de la fonction impaire de période $2b$ qui vaut $T1$ sur $[0, b]$ et on a l'expression de son coefficient de Fourier. Finalement $F_n = \frac{2T1(1-(-1)^n)}{n\pi}$. Seuls les termes correspondant à n impair sont non nuls

$$D'où $B_{2p+1} D_{2p+1} = \frac{\frac{4T1}{(2p+1)\pi} [1 - \cosh\left(\frac{(2p+1)\pi a}{b}\right)]}{\sinh\left(\frac{(2p+1)\pi a}{b}\right)}$$$

$$\text{Et } E_{2p+1} = \frac{4T1}{(2p+1)\pi}$$

Et finalement :

$$T(x, y) = \sum_{p=0}^{p=\infty} \frac{4T1}{(2p+1)\pi} \sin\left(\frac{(2p+1)\pi x}{b}\right) \left[\cosh\left(\frac{(2p+1)\pi y}{b}\right) + \frac{[1 - \cosh\left(\frac{(2p+1)\pi a}{b}\right)]}{\sinh\left(\frac{(2p+1)\pi a}{b}\right)} \sinh\left(\frac{(2p+1)\pi a}{b}\right) \right]$$