

Solution 1

Étape 1 : Séparation des variables

Nous cherchons des solutions de la forme $u(x, t) = X(x)T(t)$. En substituant dans l'équation:

$$X(x)T'(t) = 17X''(x)T(t) \Rightarrow \frac{T'(t)}{17T(t)} = \frac{X''(x)}{X(x)} = -\lambda.$$

Étape 2 : Problème aux valeurs propres en x

$$X'' + \lambda X = 0, \quad X(0) = X(\pi) = 0.$$

Les valeurs propres sont $\lambda_n = n^2$ avec fonctions propres $X_n(x) = \sin(nx)$ pour $n = 1, 2, 3, \dots$

Étape 3 : Équation en t

$$T'(t) = -17n^2T(t) \Rightarrow T_n(t) = B_n e^{-17n^2t}.$$

Étape 4 : Solution générale

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin(nx) e^{-17n^2t}.$$

Étape 5 : Condition initiale

A $t = 0$:

$$u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin(nx) = g(x).$$

Les coefficients de Fourier sont :

$$\begin{aligned} B_n &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} g(x) \sin(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_{\pi/2}^{\pi} 2 \sin(nx) dx \\ &= \frac{4}{\pi} \left[-\frac{\cos(nx)}{n} \right]_{\pi/2}^{\pi} = \frac{4}{n\pi} \left[\cos\left(\frac{n\pi}{2}\right) - \cos(n\pi) \right]. \end{aligned}$$

Pour n pair : $\cos(n\pi) = 1$, $\cos(n\pi/2) = (-1)^{n/2}$.

Pour n impair : $\cos(n\pi) = -1$, $\cos(n\pi/2) = 0$.

Solution (formelle) finale :

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4}{n\pi} \left[\cos\left(\frac{n\pi}{2}\right) - (-1)^n \right] \sin(nx) e^{-17n^2t}. \quad (4)$$

On analyse comme d'habitude (faites-le) la convergence de la série (4) et des séries des dérivées pour établir que (4) est effectivement une solution du problème considéré.

Solution 2 (Conditions de Neumann)

1. Solution générale pour Neumann

Séparation $u(x, t) = X(x)T(t)$ donne :

$$\frac{T'}{kT} = \frac{X''}{X} = -\lambda.$$

Pour $X(x)$ avec $X'(0) = X'(L) = 0$:

$$\lambda_0 = 0, \quad X_0(x) = 1; \quad \lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2, \quad X_n(x) = \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad n \geq 1.$$

Pour $T(t)$:

$$T_0(t) = A_0, \quad T_n(t) = A_n e^{-k(n\pi/L)^2 t}, \quad n \geq 1.$$

Solution :

$$u(x, t) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) e^{-k(n\pi/L)^2 t}. \quad (5)$$

Coefficients :

$$A_n = \frac{2}{L} \int_0^L g(x) \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx.$$

On analyse comme d'habitude (faites-le) la convergence de la série (5) et des séries des dérivées pour établir que (5) est effectivement une solution du problème considéré.

2. Limite quand $t \rightarrow \infty$

Tous les termes de la série (5) avec $n \geq 1$ décroissent exponentiellement vers 0. D'autre part, en vertu du M-test de Weierstrass, on montre (à vérifier) que la série (5) converge uniformément dans $\bar{Q} = [0, L] \times [0, +\infty[$. Par conséquent,

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \lim_{t \rightarrow \infty} \left[A_n \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) e^{-k(n\pi/L)^2 t} \right] = \frac{A_0}{2} = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} g(x) dx.$$

Interprétation physique : La température converge vers la température moyenne initiale. Comme la tige est isolée (pas de flux de chaleur aux extrémités), la chaleur totale est conservée et se répartit uniformément.

Solution 3 (Conditions périodiques)

1. Solution périodique

Conditions de périodicité impliquent :

$$\lambda_n = n^2, \quad X_n(x) = a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx), \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Solution :

$$u(x, t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)] e^{-kn^2 t}. \quad (6)$$

Coefficients de Fourier :

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} g(x) \cos(nx) dx, \quad b_n = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} g(x) \sin(nx) dx.$$

On analyse comme d'habitude (faites-le) la convergence de la série (6) et des séries des dérivées pour établir que (6) est effectivement une solution du problème considéré.

2. Limite quand $t \rightarrow \infty$

Raisonnant comme dans l'exercice précédent, on écrit

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \lim_{t \rightarrow \infty} [a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)] e^{-kn^2 t} = \frac{a_0}{2} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} g(x) dx.$$

Interprétation : Sur un fil circulaire isolé, la température converge vers la moyenne spatiale initiale (conservation de l'énergie thermique).

Solution 4 (Conditions aux limites non homogènes)

1. Déterminons la solution $u_*(x)$ du problème aux limites

$$\begin{cases} u_*''(x) = 0 & 0 < x < L, \\ u_*(0) = \alpha, & u_*(L) = \beta. \end{cases}$$

La résolution de l'équation différentielle ordinaire donne $u^*(x) = a + bx$, où les constantes a, b sont fixées par les conditions aux limites. Cela donne :

$$u_*(x) = \alpha + \frac{\beta - \alpha}{L} x.$$

La différence

$$\tilde{u}(x, t) = u(x, t) - u_*(x) = u(x, t) - \alpha - \frac{\beta - \alpha}{L} x$$

est, par linéarité, une solution de l'équation de la chaleur :

$$\frac{\partial \tilde{u}}{\partial t} = \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial u_*}{\partial t} = -k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + k \frac{\partial^2 u_*}{\partial x^2} = -k \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u_*}{\partial x^2} \right) = -k \frac{\partial^2 \tilde{u}}{\partial x^2},$$

du moment que $\frac{\partial u_*}{\partial t} = 0 = k \frac{\partial^2 u_*}{\partial x^2}$. De plus, \tilde{u} satisfait clairement les conditions aux limites homogènes aux deux extrémités :

$$\tilde{u}(0, t) = 0 = \tilde{u}(L, t).$$

La donnée initiale doit être similairement adaptée :

$$\tilde{u}(x, 0) = u(x, 0) - u_*(x) = g(x) - \alpha - \frac{\beta - \alpha}{L} x := \tilde{g}(x). \quad (7)$$

Ainsi, le problème à valeurs initiales et aux limites homogènes résultant pour \tilde{u} est :

$$\frac{\partial \tilde{u}}{\partial t} = k \frac{\partial^2 \tilde{u}}{\partial x^2}, \quad 0 < x < L, \quad t > 0, \quad (8)$$

$$\tilde{u}(0, t) = 0, \quad \tilde{u}(L, t) = 0, \quad t \geq 0, \quad (9)$$

$$\tilde{u}(x, 0) = \tilde{g}(x), \quad 0 \leq x \leq L. \quad (10)$$

2. En résolvant le problème (8)-(10), nous écrivons $\tilde{u}(x, t)$ sous la forme d'une série de Fourier

$$\tilde{u}(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \tilde{b}_n e^{-k \left(\frac{n^2 \pi^2}{L^2} \right) t} \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad (11)$$

où les coefficients de Fourier sont spécifiés par la donnée initiale modifiée $\tilde{g}(x)$ en (7) :

$$\tilde{b}_n = \frac{2}{L} \int_0^L \tilde{g}(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

On vérifie de la même manière que précédemment que la série (11) fournit effectivement une solution du problème (8)-(10). La solution du problème mixte non homogène (1)-(3) a ainsi la forme série

$$u(x, t) = \alpha + \frac{\beta - \alpha}{L} x + \sum_{n=1}^{\infty} \tilde{b}_n e^{-k \left(\frac{n^2 \pi^2}{L^2} \right) t} \sin \frac{n\pi x}{L}. \quad (12)$$

3. Lorsque $t \rightarrow \infty$, le profil de température (12) décroît asymptotiquement vers le **profil d'équilibre**,

$$u(t, x) \longrightarrow u_*(x) = \alpha + \frac{\beta - \alpha}{L} x,$$

au même taux exponentiellement rapide, gouverné par la première valeur propre $\lambda_1 = \pi^2/L^2$ – sauf si $\tilde{b}_1 = 0$, auquel cas le taux de décroissance est encore plus rapide.

Solution 5 (Équation de la chaleur inhomogène)

Nous cherchons une solution de la forme $u(x, t) = v(x, t) + w(t)$, où $v(x, t)$ est solution de l'équation de la chaleur homogène avec conditions de Neumann et $w(t)$ gère le terme source.

Partie homogène : Pour $v(x, t)$ solution de l'équation de la chaleur homogène avec conditions de Neumann :

$$v(x, t) = \frac{C_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} C_n \cos(n\pi x) e^{-k(n\pi)^2 t}. \quad (13)$$

Partie particulière : Substituant $u(x, t) = v(x, t) + w(t)$ dans l'équation de la chaleur inhomogène, il vient

$$\begin{aligned} (v + w)_t - k(v + w)_{xx} = A \cos(\alpha t) &\iff \underbrace{(v_t - kv_{xx})}_{=0} + w'(t) = A \cos(\alpha t) \\ &\iff w'(t) = A \cos(\alpha t) \\ &\iff w(t) = \frac{A}{\alpha} \sin(\alpha t) + C. \end{aligned}$$

Condition initiale :

$$u(x, 0) = 1 + \cos(2\pi x) \iff v(x, 0) + w(0) = 1 + \cos(2\pi x) \iff v(x, 0) = 1 + \cos(2\pi x) - C.$$

Substituant dans (13), on trouve

$$\frac{C_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} C_n \cos(n\pi x) = 1 + \cos(2\pi x) - C \iff \begin{cases} \frac{C_0}{2} = 1 - C, & C_2 = 1, \\ C_n = 0, & n \geq 1 \text{ avec } n \neq 2, \end{cases}$$

d'où

$$v(x, t) = 1 - C + \cos(2\pi x)e^{-4\pi^2 kt}.$$

Solution complète :

$$u(x, t) = v(x, t) + w(t) = 1 + \cos(2\pi x)e^{-4\pi^2 kt} + \frac{A}{\alpha} \sin(\alpha t).$$

Solution 6 *Exercice résolu en classe.*