

Мішані задачі для рівняння теплопровідності в стержні. Метод Фур'є

Нехай $l > 0$, $T > 0$ — довільно задані і фіксовані числа, $Q := (0, l) \times (0, T]$. Мішана задача для рівняння теплопровідності в стержні полягає у знаходженні функції $\tilde{u} : \bar{Q} \rightarrow \mathbb{R}$, яка задовольняє (в певному сенсі) рівняння

$$\tilde{u}_t - a^2 \tilde{u}_{xx} = \tilde{f}(x, t), \quad (x, t) \in Q, \quad (1)$$

крайові умови

$$(\alpha_0 \tilde{u}_x + \beta_0 \tilde{u})|_{x=0} = \mu_0(t), \quad (\alpha_1 \tilde{u}_x + \beta_1 \tilde{u})|_{x=l} = \mu_1(t), \quad t \in (0, T], \quad (2)$$

та початкову умову

$$\tilde{u}|_{t=0} = \tilde{\varphi}(x), \quad x \in [0, l], \quad (3)$$

де

- $\alpha_0, \beta_0, \alpha_1, \beta_1 \in \mathbb{R}$ — сталі такі, що $|\alpha_0| + |\beta_0| > 0$, $|\alpha_1| + |\beta_1| > 0$, $\alpha_0 \beta_0 \leq 0$, $\alpha_1 \beta_1 \geq 0$,
- $\mu_0, \mu_1 : (0, T] \rightarrow \mathbb{R}$, $\tilde{\varphi} : [0, l] \rightarrow \mathbb{R}$, $\tilde{f} : Q \rightarrow \mathbb{R}$ — задані функції.

Потрібно знайти сильно узагальнений розв'язок задачі (1) — (3), якщо

$$\mu_0, \mu_1 \in H^2(0, T), \quad \tilde{\varphi} \in L^2(0, l), \quad \tilde{f} \in C([0, T]; L^2(0, l)).$$

Розв'язування.

0-ий крок. Цей крок робимо, якщо або $\mu_0 \neq 0$, або $\mu_1 \neq 0$ (крайові умови неоднорідні). Спочатку шукаємо функцію $h \in H^2(Q)$, яка задовольняє крайові умови (2), тобто

$$(\alpha_0 h_x + \beta_0 h)|_{x=0} = \mu_0(t), \quad (\alpha_1 h_x + \beta_1 h)|_{x=l} = \mu_1(t), \quad t \in (0, T]. \quad (4)$$

Функцію h можна шукати у вигляді

$$h(x, t) = p(t)x^2 + q(t)x + r(t), \quad (x, t) \in \bar{Q}, \quad (5)$$

де $p, q, r \in H^2(0, T)$ — функції від змінної t , які вибирають такими, щоби виконувалися умови (4). Для знаходження p, q, r шукають похідну

$$h_x(x, t) = 2p(t)x + q(t)$$

і підставляють вирази h і h_x в умови (4):

$$\begin{cases} \alpha_0 q(t) + \beta_0 r(t) = \mu_0(t), \\ \alpha_1 (2lp(t) + q(t)) + \beta_1 (l^2 p(t) + lq(t) + r(t)) = \mu_1(t), \quad t \in (0, T]. \end{cases}$$

Звідси знаходять p, q і r . Оскільки маємо два рівняння, а невідомих функцій — три, то одна з функцій p, q або r може бути довільною і її беремо рівною, як правило, нульовою.

Якщо функцію h знайдено, то в задачі (1) — (3) роблять заміну

$$\tilde{u} = u + h, \quad (6)$$

де u — нова невідома функція:

$$\begin{aligned}(u+h)_t - a^2(u+h)_{xx} &= \tilde{f}(x,t), \\ (\alpha_0(u+h)_x + \beta_0(u+h))|_{x=0} &= \mu_0(t), \quad (\alpha_1(u+h)_x + \beta_1(u+h))|_{x=l} = \mu_1(t), \\ (u+h)|_{t=0} &= \tilde{\varphi}(x).\end{aligned}$$

Звідси, враховуючи лінійність операції диференціювання, маємо

$$\begin{aligned}u_t + h_t - a^2u_{xx} - a^2h_{xx} &= \tilde{f}(x,t), \\ (\alpha_0u_x + \beta_0u)|_{x=0} + (\alpha_0h_x + \beta_0h)|_{x=0} &= \mu_0(t), \quad (\alpha_1u_x + \beta_1u)|_{x=l} + (\alpha_1h_x + \beta_1h)|_{x=l} = \mu_1(t), \\ u|_{t=0} + h|_{t=0} &= \tilde{\varphi}(x).\end{aligned}$$

Отож, врахувавши (4), для нової невідомої функції u отримаємо задачу

$$u_t - a^2u_{xx} = f(x,t), \quad (x,t) \in Q, \quad (7)$$

$$(\alpha_0u_x + \beta_0u)|_{x=0} = 0, \quad (\alpha_1u_x + \beta_1u)|_{x=l} = 0, \quad t \in (0,T], \quad (8)$$

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad x \in [0,l], \quad (9)$$

де $f(x,t) := \tilde{f}(x,t) - h_t(x,t) + a^2h_{xx}(x,t)$, $(x,t) \in Q$, $\varphi(x) := \tilde{\varphi}(x) - h(x,0)$, $x \in [0,l]$.

Відмітимо, що коли $\mu_0 = \mu_1 = 0$, то $h = 0$ і 0-го кроку не робимо (тоді у формулюванні задачі (7) — (9) маємо $u = \tilde{u}$, $f = \tilde{f}$, $\varphi = \tilde{\varphi}$) і починаємо з 1-го кроку.

1-ий крок. Згідно з означенням, сильно узагальнений розв'язок мішаної задачі для рівняння теплопровідності (7) — (9) є слабким розв'язком задачі Коші для відповідного диференціально-операторного рівняння. Запишемо ту задачу, слабкий розв'язок якої є сильно узагальненим розв'язком даної задачі. Для цього введемо оператор $A : D(A) \rightarrow L_2(0,l)$ за правилом:

$$D(A) := \{v \in H^2(0,l) \mid \alpha_0v'(0) + \beta_0v(0) = 0, \alpha_1v'(l) + \beta_1v(l) = 0\}, \quad Av = -v'' \quad \forall v \in D(A), \quad (10)$$

а також позначення:

$$[0,T] \ni t \mapsto u(t) := u(x,t), \quad x \in [0,l]; \quad (0,T] \ni t \mapsto f(t) := f(x,t), \quad x \in (0,l),$$

$$\varphi := \varphi(x), \quad x \in [0,l].$$

Отже, задача (7) — (9) зводиться до задачі Коші для диференціально-операторного рівняння

$$u' + a^2Au = f(t), \quad t \in (0,T], \quad (11)$$

$$u(0) = \varphi. \quad (12)$$

Як було сказано, сильно узагальнений розв'язок задачі (7) — (9) — це слабкий розв'язок задачі (11), (12). Тому будемо шукати сильно узагальнений розв'язок задачі (7) — (9), використовуючи відомий процес знаходження слабого розв'язку задачі (11), (12).

2-ий крок. Оскільки оператор A задовольняє умову (SNC), то існує ортонормована база $\{w_k\}$ в $L_2(0,l)$ і відповідна їй числова послідовність $\{\lambda_k\}$, складені, відповідно, з власних елементів і власних значень оператора A так, що

$$Aw_k = \lambda_k w_k, \quad k \in \mathbb{N},$$

$$0 \leq \lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \leq \lambda_k \leq \dots, \text{ причому } \lambda_k \xrightarrow[k \rightarrow +\infty]{} +\infty.$$

Всі власні значення є додатними, якщо або $\beta_0 \neq 0$, або $\beta_1 \neq 0$, і невід'ємними, зокрема, нуль є власним значенням, коли $\beta_0 = 0$ і $\beta_1 = 0$.

Для знаходження власних значень і відповідних їм власних елементів оператора A зауважимо, що операторне рівняння

$$Aw = \lambda w$$

еквівалентне задачі на знаходження розв'язку $w \in C^2([0, l])$ крайової задачі для звичайного диференціального рівняння

$$-w'' = \lambda w, \quad x \in (0, l), \quad (13)$$

з крайовими умовами

$$\alpha_0 w'(0) + \beta_0 w(0) = 0, \quad \alpha_1 w'(l) + \beta_1 w(l) = 0. \quad (14)$$

Знаходимо послідовності $\{w_k\}$ і $\{\lambda_k\}$ так як це робилося на практичному занятті №7.

Принадібно зауважимо, що задачу на знаходження власних значень і власних елементів оператора A , яка полягає у відшуванні всеможливих значень параметра λ , при яких рівняння (13) має ненульові розв'язки, що задовольняють крайові умови (14), і знаходження цих розв'язків, називають *задачею Штурма-Ліувілля*.

3-ій крок. Розвиваємо в ряди Фур'є за базою $\{w_k\}$ вхідні дані:

$$\varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{\varphi}_k w_k(x), \quad x \in [0, l], \quad f(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{f}_k(t) w_k(x), \quad x \in (0, l), \quad t \in [0, T], \quad (15)$$

де для кожного $k \in \mathbb{N}$ маємо

$$\widehat{\varphi}_k := \int_0^l \varphi(x) w_k(x) dx, \quad \widehat{f}_k(t) := \int_0^l f(x, t) w_k(x) dx, \quad t \in [0, T].$$

4-ий крок. Шукаємо сильно узагальнений розв'язок задачі (7) — (9) у вигляді суми ряду Фур'є

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{u}_k(t) w_k(x), \quad (x, t) \in [0, l] \times [0, T], \quad (16)$$

коефіцієнти $\{\widehat{u}_k\}_{k=1}^{\infty}$ якого задовольняють рівності

$$\begin{cases} \widehat{u}_k'(t) + a^2 \lambda_k \widehat{u}_k(t) = \widehat{f}_k(t), & t \in (0, T], \\ \widehat{u}_k(0) = \widehat{\varphi}_k, & k \in \mathbb{N}. \end{cases} \quad (17)$$

Ці рівності отримують так. Припустимо, що ряд (16) можна двічі почленно диференціювати, і підставимо цей ряд в рівняння (7) і початкові умови (9) замість u (крайові умови (8) для суми ряду виконуються за рахунок належності w_k до $D(A)$, $k \in \mathbb{N}$). Врахувавши розвинення φ і f в ряди Фур'є (див. (15)) і те, що

$$w_k''(x) = -\lambda_k w_k(x), \quad x \in [0, l], \quad k \in \mathbb{N},$$

у результаті отримаємо рівності

$$\sum_{k=1}^{\infty} [\widehat{u}'_k(t) + a^2 \lambda_k \widehat{u}_k(t)] w_k(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{f}_k(t) w_k(x), \quad (x, t) \in (0, l) \times (0, T],$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \widehat{u}_k(0) w_k(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{\varphi}_k w_k(x), \quad x \in [0, l].$$

Звідси, враховуючи лінійну незалежність системи $\{w_k\}$, маємо рівності (17).

Дивлячись на рівності (17), бачимо, що для кожного $k \in \mathbb{N}$ функція \widehat{u}_k є розв'язком задачі Коші

$$\begin{cases} z' + a^2 \lambda_k z = \widehat{f}_k(t), & t \in (0, T], \\ z(0) = \widehat{\varphi}_k. \end{cases} \quad (18)$$

Очевидно, що рівняння задачі (18) є звичайним лінійним диференціальним рівнянням першого порядку, а отже, його повний загальний розв'язок є сумою повного загального розв'язку відповідного лінійного однорідного рівняння

$$z' + a^2 \lambda_k z = 0, \quad t \in (0, T], \quad (19)$$

і часткового розв'язку лінійного неоднорідного рівняння, що є рівнянням задачі (18).

Спочатку для довільного фіксованого $k \in \mathbb{N}$ знайдемо повний загальний розв'язок рівняння (19). Для цього помножимо це рівняння на $e^{a^2 \lambda_k t}$ і проінтегруємо його:

$$e^{a^2 \lambda_k t} z' + a^2 \lambda_k e^{a^2 \lambda_k t} z = 0 \quad \Leftrightarrow \quad (e^{a^2 \lambda_k t} z)' = 0 \quad \Leftrightarrow \quad e^{a^2 \lambda_k t} z = A_k, \quad t \in [0, T], \quad (20)$$

де A_k — довільна стала. Отже, повний загальний розв'язок рівняння (19) має вигляд

$$z = A_k e^{-a^2 \lambda_k t}, \quad t \in [0, T], \quad (21)$$

де A_k — довільна стала.

Частковий розв'язок z^* рівняння задачі (18) шукаємо методом варіації сталих або методом неозначених коефіцієнтів. Якщо ми знайшли частковий розв'язок z^* рівняння задачі (18), то його повний загальний розв'язок має вигляд

$$z = A_k e^{-a^2 \lambda_k t} + z^*(t), \quad t \in [0, T], \quad (22)$$

де A_k — довільна стала.

Для знаходження розв'язку задачі (18) підставимо вираз повного загального розв'язку в початкову умову задачі (18). У результаті отримаємо

$$A_k + z^*(0) = \widehat{\varphi}_k \quad \Rightarrow \quad A_k = \widehat{\varphi}_k - z^*(0).$$

Отож, ми здобули

$$\widehat{u}_k(t) := (\widehat{\varphi}_k - z^*(0)) e^{-a^2 \lambda_k t} + z^*(t), \quad t \in [0, T]. \quad (23)$$

Підставивши знайдені вирази \widehat{u}_k , $k \in \mathbb{N}$, у ряд (16), отримаємо сильно узагальнений розв'язок задачі (7) — (9), оскільки при наших умовах на φ і f ряд (16) збігається в просторі $C([0, T]; L^2(0, l))$, а значить, функція u належить цьому ж простору, тобто для функція u задовольняє умови означення сильно узагальненого розв'язку мішаної задачі для рівняння теплопровідності. \square

Зауваження 1. Розглянемо кілька випадків знаходження часткового розв'язку рівняння задачі (18) методом неозначених коефіцієнтів.

- Якщо

$$\widehat{f}_k(t) = a_k \cos \omega t + b_k \sin \omega t,$$

де ω, a_k, b_k — сталі (може бути $a_k = 0$ або $b_k = 0$), то частковий розв'язок шукають у вигляді

$$z^*(t) := c_k \cos \omega t + d_k \sin \omega t,$$

де c_k і d_k знаходять із системи лінійних алгебраїчних рівнянь, яку отримують при підстановці проекту часткового розв'язку у неоднорідне рівняння.

- Якщо ж $f_k(t) = a_k t + b_k$, то

$$z^*(t) := c_k t + d_k,$$

де c_k і d_k знаходять із системи лінійних алгебраїчних рівнянь, яку отримують при підстановці проекту часткового розв'язку у рівняння задачі (18).

- Якщо $f_k(t) = a_k e^{\omega t}$, то

$$z^*(t) := c_k e^{\omega t},$$

де c_k знаходять із лінійних алгебраїчного рівняння, яке отримують при підстановці проекту часткового розв'язку у рівняння задачі (18).

Приклади розв'язування типових задач

Приклад 1. Нехай $l > 0$, $T > 0$ — довільно задані і фіксовані числа, $Q := (0, l) \times (0, T]$. Потрібно знайти сильно узагальнений розв'язок мішаної задачі для рівняння теплопровідності в стержні

$$\tilde{u}_t - a^2 \tilde{u}_{xx} = x \sin t, \quad (x, t) \in Q, \quad (24)$$

$$\tilde{u}|_{x=0} = \sin t, \quad \tilde{u}_x|_{x=l} = 1, \quad t \in (0, T], \quad (25)$$

$$\tilde{u}|_{t=0} = x + 1, \quad x \in [0, l], \quad (26)$$

Розв'язування.

0-ий крок. Оскільки крайові умови не є однорідними, то в задачі робимо заміну невідомої функції:

$$\tilde{u}(x, t) = u(x, t) + h(x, t), \quad (x, t) \in \overline{Q},$$

де u — нова невідома функція, а h — відома допоміжна функція така, що

$$h|_{x=0} = \sin t, \quad h_x|_{x=l} = 1, \quad t \in (0, T]. \quad (27)$$

Шукаємо функцію h у вигляді

$$h(x, t) := p(t)x^2 + q(t)x + r(t), \quad (x, t) \in \overline{Q},$$

де p, q, r такі, що виконуються рівності (27), тобто

$$r(t) = \sin t, \quad 2lp(t) + q(t) = 1, \quad t \in [0, T].$$

Звідси, поклавши $p(t) = 0$, $t \in [0, T]$, знаходимо $r(t) = \sin t$, $q(t) = 1$, $t \in [0, T]$, тобто

$$h(x, t) := x + \sin t, \quad (x, t) \in \overline{Q}.$$

Отже, в нашій задачі робимо заміну

$$\tilde{u}(x, t) = u(x, t) + x + \sin t, \quad (x, t) \in \overline{Q}.$$

Маємо

$$\begin{aligned} u_t + \cos t - a^2 u_{xx} &= x \sin t, \quad (x, t) \in Q, \\ u|_{x=0} + \sin t &= \sin t, \quad u_x|_{x=l} + 1 = 1, \quad t \in (0, T], \\ u|_{t=0} + x &= x + 1, \quad x \in [0, l], \end{aligned}$$

звідки отримуємо задачу для нової невідомої функції u :

$$u_t - a^2 u_{xx} = -\cos t + x \sin t, \quad (x, t) \in Q, \quad (28)$$

$$u|_{x=0} = 0, \quad u_x|_{x=l} = 0, \quad t \in (0, T], \quad (29)$$

$$u|_{t=0} = 1, \quad x \in [0, l]. \quad (30)$$

1-ий крок. Введемо позначення

$$f(x, t) := -\cos t + x \sin t, \quad (x, t) \in Q, \quad \varphi(x) := 1, \quad x \in [0, l],$$

і зведемо задачу (28) — (30) до задачі Коші для диференціально-операторного рівняння. Для цього введемо оператор $A : D(A) \rightarrow L_2(0, l)$ за правилом:

$$D(A) := \{v \in H^2(0, l) \mid v(0) = 0, v'(l) = 0\}, \quad Av = -v'' \quad \forall v \in D(A), \quad (31)$$

а також позначення:

$$[0, T] \ni t \mapsto u(t) := u(x, t), \quad x \in [0, l]; \quad [0, T] \ni t \mapsto f(t) := f(x, t), \quad x \in (0, l);$$

$$\varphi := \varphi(x), \quad x \in [0, l].$$

Отже, сильно узагальнений розв'язок задачі (28) — (30) є слабким розв'язком задачі

$$u' + a^2 Au = f(t), \quad t \in (0, T], \quad (32)$$

$$u(0) = \varphi. \quad (33)$$

Знайдемо сильно узагальнений розв'язок задачі (28) — (30), використовуючи схему відшукування слабого розв'язку задачі (32), (33).

2-ий крок. Знаходимо власні значення і відповідні їм власні елементи оператора A , а для цього зауважимо, що на підставі означення оператора A отримуємо, що операторне рівняння

$$Aw = \lambda w$$

еквівалентне задачі на знаходження розв'язку $w \in C^2([0, l])$ крайової задачі для звичайного диференціального рівняння

$$\begin{cases} -w'' = \lambda w, & x \in (0, l), \\ w(0) = 0, & w'(l) = 0. \end{cases} \quad (34)$$

Всі власні значення є додатними, бо $\beta_0 \neq 0$.

Отже, нам потрібно знайти числа $\lambda > 0$ такі, що задача (34) має ненульові розв'язки. Спочатку знайдемо повний загальний розв'язок рівняння задачі (34), яке можна записати у вигляді

$$w'' + \lambda w = 0. \quad (35)$$

Оскільки це є лінійне рівняння зі сталими коефіцієнтами, то для знаходження його повного загального розв'язку запишемо і розв'яжемо відповідне йому характеристичне рівняння

$$\mu^2 + \lambda = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \mu^2 = -\lambda \quad \Rightarrow \quad \mu_{1,2} = \pm\sqrt{\lambda}i, \quad i - \text{уявна одиниця.}$$

Отже, будь-який розв'язок рівняння (35) має вигляд

$$w(x) = C_1 \cos \sqrt{\lambda}x + C_2 \sin \sqrt{\lambda}x, \quad x \in [0, l], \quad (36)$$

де C_1, C_2 — відповідні сталі.

Знайдемо

$$w'(x) = -C_1 \sqrt{\lambda} \sin \sqrt{\lambda}x + C_2 \sqrt{\lambda} \cos \sqrt{\lambda}x, \quad x \in [0, l], \quad (37)$$

і підставимо вирази (36) і (37) в крайові умови задачі (34):

$$\begin{cases} w(0) \equiv C_1 = 0, \\ w'(l) \equiv -C_1 \sqrt{\lambda} \sin \sqrt{\lambda}l + C_2 \sqrt{\lambda} \cos \sqrt{\lambda}l = 0. \end{cases} \quad (38)$$

Наше завдання полягає у тому, щоби знайти значення $\lambda > 0$, при яких система (38) стосовно C_1 і C_2 має ненульові розв'язки, а потім знайти ці ненульові розв'язки. Із системи (38) маємо

$$C_1 = 0, \quad C_2 \neq 0, \quad \cos \sqrt{\lambda}l = 0. \quad (39)$$

Розв'язавши рівняння $\cos \sqrt{\lambda}l = 0$ з врахуванням того, що $\sqrt{\lambda}l > 0$, отримаємо

$$\sqrt{\lambda}l = -\frac{\pi}{2} + \pi k, \quad k \in \mathbb{N},$$

звідки визначаємо власні значення оператора A :

$$\lambda_k = \left(\frac{-\pi + 2\pi k}{2l} \right)^2, \quad k \in \mathbb{N}. \quad (40)$$

Для знаходження власних елементів оператора A підставляємо отримані значення λ, C_1, C_2 у формулу (36) і для кожного $k \in \mathbb{N}$ отримаємо

$$w_k(x) = C_2 \sin \sqrt{\lambda_k}x, \quad x \in [0, l], \quad (41)$$

де C_2 — ненульова стала, значення якої вибираємо за умови нормування

$$\begin{aligned} \int_0^l |w_k|^2 dx = 1 &\Leftrightarrow C_2^2 \int_0^l \sin^2 \sqrt{\lambda_k}x dx = 1 \Leftrightarrow C_2^2 \int_0^l \sin^2 \frac{-\pi + 2\pi k}{2l}x dx = 1 \Leftrightarrow \\ &\Leftrightarrow C_2^2 \int_0^l \frac{1}{2} \left(1 - \cos \frac{-\pi + 2\pi k}{l}x \right) dx = 1 \Leftrightarrow \frac{1}{2} C_2^2 \left(x - \frac{l}{-\pi + 2\pi k} \sin \frac{-\pi + 2\pi k}{l}x \right) \Big|_{x=0}^{x=l} = 1 \end{aligned}$$

$$\Leftrightarrow C_2^2 \frac{l}{2} = 1 \Rightarrow C_2 = \sqrt{\frac{2}{l}}.$$

Отож, ми встановили, що ортонормована база $\{w_k\}$ в $L^2(0, l)$ складена з власних елементів оператора A , є такою:

$$w_k(x) = \sqrt{\frac{2}{l}} \sin \sqrt{\lambda_k} x \equiv \sqrt{\frac{2}{l}} \sin \frac{-\pi + 2\pi k}{2l} x, \quad x \in [0, l], \quad k \in \mathbb{N}. \quad (42)$$

3-й крок. Розвиваємо в ряди Фур'є за базою $\{w_k\}$ вхідні дані:

$$\varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{\varphi}_k w_k(x), \quad x \in [0, l], \quad f(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{f}_k(t) w_k(x), \quad x \in (0, l), \quad t \in [0, T], \quad (43)$$

де для кожного $k \in \mathbb{N}$ маємо

$$\begin{aligned} \widehat{\varphi}_k &:= \int_0^l \varphi(x) w_k(x) dx = \sqrt{\frac{2}{l}} \int_0^l 1 \cdot \sin \frac{-\pi + 2\pi k}{2l} x dx, \\ \widehat{f}_k(t) &:= \int_0^l f(x, t) w_k(x) dx = \sqrt{\frac{2}{l}} \int_0^l (-\cos t + x \sin t) \cdot \sin \frac{-\pi + 2\pi k}{2l} x dx = \\ &= -\cos t \cdot \sqrt{\frac{2}{l}} \int_0^l \sin \frac{-\pi + 2\pi k}{2l} x dx + \sin t \cdot \sqrt{\frac{2}{l}} \int_0^l x \sin \frac{-\pi + 2\pi k}{2l} x dx = a_k \cdot \sin t + b_k \cdot \sin t, \\ t \in [0, T], \quad a_k &:= -\sqrt{\frac{2}{l}} \int_0^l \sin \frac{-\pi + 2\pi k}{2l} x dx, \quad b_k := \sqrt{\frac{2}{l}} \int_0^l x \sin \frac{-\pi + 2\pi k}{2l} x dx. \end{aligned}$$

4-ий крок. Шукаємо сильно узагальнений розв'язок задачі (28) – (30) у вигляді суми ряду Фур'є

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{u}_k(t) w_k(x), \quad (x, t) \in \overline{Q}, \quad (44)$$

де для кожного $k \in \mathbb{N}$ функція \widehat{u}_k задовольняє рівності

$$\begin{cases} \widehat{u}'_k(t) + a^2 \lambda_k \widehat{u}_k(t) = \widehat{f}_k(t), & t \in (0, T], \\ \widehat{u}_k(0) = \varphi_k, \end{cases} \quad k \in \mathbb{N}. \quad (45)$$

Умови (45) на коефіцієнти ряду (44) отримують так. Припустимо, що цей ряд можна двічі почленно диференціювати, і підставимо цей ряд в рівняння (28) і умови (30), врахувавши розвинення φ і f в ряди Фур'є (див. (43)) і те, що

$$Aw_k = \lambda_k w_k \Rightarrow w''_k(x) = -\lambda_k w_k(x), \quad x \in [0, l], \quad k \in \mathbb{N}.$$

У результаті отримаємо рівності

$$\begin{aligned} \sum_{k=1}^{\infty} [\widehat{u}'_k(t) + a^2 \lambda_k \widehat{u}_k(t)] w_k(x) &= \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{f}_k(t) w_k(x), \quad (x, t) \in (0, l) \times (0, T], \\ \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{u}_k(0) w_k(x) &= \sum_{k=1}^{\infty} \widehat{\varphi}_k w_k(x), \quad x \in [0, l]. \end{aligned}$$

Звідси випливають рівності (45).

Знайдемо \widehat{u}_k для довільного $k \in \mathbb{N}$. Дивлячись на рівності (45), бачимо, що функція \widehat{u}_k (відповідний коефіцієнт ряду (44)) є розв'язком задачі Коші

$$\begin{cases} z' + a^2 \lambda_k z = a_k \cos t + b_k \sin t, & t \in (0, T], \\ z(0) = \widehat{\varphi}_k. \end{cases} \quad (46)$$

Розв'яжемо цю задачу. Спочатку знайдемо повний загальний розв'язок рівняння цієї задачі. Оскільки це є лінійне рівняння, то його повний загальний розв'язок є сумою повного загального розв'язку відповідного лінійного однорідного рівняння і часткового розв'язку даного (неоднорідного) рівняння. Отож, розв'яжемо лінійне однорідне рівняння

$$z' + a^2 \lambda_k z = 0.$$

Воно є лінійним однорідним рівнянням першого порядку і рівнянням з відокремлюваними змінними. Розв'яжемо його:

$$\begin{aligned} \frac{dz}{dt} = -a^2 \lambda_k z \Big| \times \frac{dt}{z} &\Rightarrow \frac{dz}{z} = -a^2 \lambda_k dt, \quad z = 0 \Rightarrow \ln |z| = -a^2 \lambda_k t + \ln |A_k|, \quad z = 0 \Rightarrow \\ &\Rightarrow z = A_k e^{-a^2 \lambda_k t}, \quad t \in [0, T], \quad A_k \in \mathbb{R} \text{ — довільна стала,} \end{aligned} \quad (47)$$

— повний загальний розв'язок лінійного однорідного рівняння.

Частковий розв'язок даного (неоднорідного) рівняння шукатимемо методом неозначених коефіцієнтів, тобто у вигляді

$$z = c_k \cos t + d_k \sin t, \quad t \in [0, T],$$

де c_k, d_k — сталі, значення якої знаходимо за умови, що ця функція є розв'язком нашого рівняння:

$$\begin{aligned} -c_k \sin t + d_k \cos t + a^2 \lambda_k (c_k \cos t + d_k \sin t) &= a_k \cos t + b_k \sin t \Rightarrow \\ \cos t : \quad a^2 \lambda_k c_k + d_k &= a_k \\ \sin t : \quad -c_k + a^2 \lambda_k d_k &= b_k \end{aligned} \quad \Longrightarrow \quad \begin{pmatrix} a^2 \lambda_k & 1 \\ -1 & a^2 \lambda_k \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_k \\ d_k \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_k \\ b_k \end{pmatrix}.$$

Отриману систему лінійних алгебраїчних рівнянь розв'язуємо методом Крамера. Для цього знаходимо визначники основної і допоміжних матриць:

$$\begin{aligned} \Delta &= \begin{vmatrix} a^2 \lambda_k & 1 \\ -1 & a^2 \lambda_k \end{vmatrix} = a^4 \lambda_k^2 + 1, \\ \Delta_1 &= \begin{vmatrix} a_k & 1 \\ b_k & a^2 \lambda_k \end{vmatrix} = a^2 \lambda_k a_k - b_k, \quad \Delta_2 = \begin{vmatrix} a^2 \lambda_k & a_k \\ -1 & b_k \end{vmatrix} = a^2 \lambda_k b_k + a_k. \end{aligned}$$

Звідси отримуємо

$$c_k = \frac{\Delta_1}{\Delta} \equiv \frac{a^2 \lambda_k a_k - b_k}{a^4 \lambda_k^2 + 1}, \quad d_k = \frac{\Delta_2}{\Delta} \equiv \frac{a^2 \lambda_k b_k + a_k}{a^4 \lambda_k^2 + 1}. \quad (48)$$

Отож, маємо

$$z = A_k e^{-a^2 \lambda_k t} + c_k \cos t + d_k \sin t, \quad t \in [0, T], \quad A_k \in \mathbb{R} \text{ — довільна стала,}$$

— повний загальний розв'язок рівняння задачі (46). Підставимо цей вираз в початкову умову даної задачі для знаходження значення сталої A_k . Тоді

$$z(0) = A_k + c_k = \widehat{\varphi}_k.$$

Звідси

$$A_k = \widehat{\varphi}_k - c_k,$$

а значить,

$$\widehat{u}_k(t) = (\widehat{\varphi}_k - c_k)e^{-a^2\lambda_k t} + c_k \cos t + d_k \sin t, \quad t \in [0, T].$$

Отже, сильно узагальнений розв'язок мішаної задачі (24) — (26) є (див. (44)) сумою збіжного в просторі $C([0, T]; L^2(0, l))$ ряду

$$\widetilde{u}(x, t) = \sqrt{\frac{2}{l}} \sum_{k=1}^{\infty} [(\widehat{\varphi}_k - c_k)e^{-a^2\lambda_k t} + c_k \cos t + d_k \sin t] \sin \sqrt{\lambda_k} x + x + \sin t, \quad (x, t) \in \overline{Q},$$

де $\lambda_k, \widehat{\varphi}_k, \widehat{\psi}_k, c_k, d_k$ для кожного $k \in \mathbb{N}$ обчислюються за вище наведеними формулами. \square

Завдання для самостійної роботи

Нехай $l > 0, T > 0$ — довільно задані і фіксовані числа, $Q := (0, l) \times (0, T]$. Знайти сильно узагальнені розв'язки мішаних задач для рівняння теплопровідності в стержні:

1.

$$\begin{aligned} \widetilde{u}_t - a^2 \widetilde{u}_{xx} &= x^2 t, \quad (x, t) \in Q, \\ \widetilde{u}_x|_{x=0} &= 2t, \quad \widetilde{u}|_{x=l} = t - 1, \quad t \in (0, T], \\ \widetilde{u}|_{t=0} &= x, \quad x \in [0, l]. \end{aligned}$$

2.

$$\begin{aligned} \widetilde{u}_t - a^2 \widetilde{u}_{xx} &= (x - 1)e^t, \quad (x, t) \in Q, \\ \widetilde{u}_x|_{x=0} &= e^t, \quad \widetilde{u}_x|_{x=l} = 0, \quad t \in (0, T], \\ \widetilde{u}|_{t=0} &= 3x, \quad x \in [0, l]. \end{aligned}$$

3.

$$\begin{aligned} \widetilde{u}_t - a^2 \widetilde{u}_{xx} &= e^x t^2, \quad (x, t) \in Q, \\ (\widetilde{u}_x - h_0 \widetilde{u})|_{x=0} &= 2t, \quad \widetilde{u}_x|_{x=l} = 2, \quad t \in (0, T], \\ \widetilde{u}|_{t=0} &= \cos x, \quad x \in [0, l]. \end{aligned}$$

4.

$$\begin{aligned} \widetilde{u}_t - a^2 \widetilde{u}_{xx} &= (x + 2)e^{2t}, \quad (x, t) \in Q, \\ \widetilde{u}|_{x=0} &= e^{2t}, \quad (\widetilde{u}_x + h_1 \widetilde{u})|_{x=l} = 0, \quad t \in (0, T], \\ \widetilde{u}|_{t=0} &= \sin 3x, \quad x \in [0, l]. \end{aligned}$$

5.

$$\begin{aligned} \widetilde{u}_t - a^2 \widetilde{u}_{xx} &= x \sin t, \quad (x, t) \in Q, \\ (\widetilde{u}_x - h_0 \widetilde{u})|_{x=0} &= \sin t, \quad (\widetilde{u}_x + h_1 \widetilde{u})|_{x=l} = 2 \sin t, \quad t \in (0, T], \\ \widetilde{u}|_{t=0} &= 2x, \quad x \in [0, l]. \end{aligned}$$