

Solving PDE by Fourier Series Method

หัวข้อที่แล้วเราได้ศึกษาสมการต้นแบบ 3 สมการ
ต่อไปนี้

$$u_{tt} = c^2 u_{xx} \quad (\text{wave equation})$$

$$u_t = k u_{xx} \quad (\text{heat equation})$$

$$u_{xx} + u_{yy} = 0 \quad (\text{Laplace equation})$$

และได้ใช้วิธีการแปลงฟูเรียร์แก้ปัญหาค่าเริ่มต้น (IVP)

สำหรับสมการความร้อน

ในหัวข้อนี้จะศึกษาการแก้ปัญหาค่าเริ่มต้นเมื่อสมการมีตัวแปร
เชิงพื้นที่อยู่ในช่วงจำกัด

$$0 < x < L$$

$$0 < x < L, \quad 0 < y < M$$

และใช้ออนุกรมฟูเรียร์

ในที่นี้จะศึกษาเงื่อนไขค่าขอบเอกพันธ์ และจะศึกษาเฉพาะ Dirichlet หรือ Neumann เท่านั้น

1. อนุกรมฟูรีเยร์ไซน์ สอดคล้องค่าขอบเอกพันธ์

Dirichlet นั่นคือ

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n(t) \sin \frac{n\pi x}{L}$$

จะได้ว่า

$$u(0, t) = 0, \quad u(L, t) = 0 \quad \forall t$$

2. อนุกรมฟูรีเยร์โคไซน์ สอดคล้องค่าขอบเอกพันธ์

Neumann นั่นคือ

$$u(x, t) = \frac{A_0(t)}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n(t) \cos \frac{n\pi x}{L}$$

จะได้ว่า

$$u_x(0, t) = 0, \quad u_x(L, t) = 0 \quad \forall t$$

เพราะฉะนั้นโดยการกระจายผลเฉลยของ PDE ในรูปอนุกรมที่เหมาะสมจะได้ว่าเงื่อนไขค่าขอบเป็นจริงโดยอัตโนมัติ

เมื่อแทนอนุกรมของผลเฉลย u ใน PDE จะได้สมการเชิงอนุพันธ์ของสัมประสิทธิ์ A_n, B_n

เมื่อแทนอนุกรมของผลเฉลย u ในเงื่อนไขอื่น ๆ จะได้ค่าเริ่มต้นหรือค่าขอบของ A_n, B_n ด้วย

ตัวอย่าง ให้ f เป็นฟังก์ชันบนช่วง $[0, \pi]$ ที่กระจาย
อนุกรมฟูเรียร์ไซน์ได้

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \beta_n \sin nx$$

จงแก้ปัญหาคลื่น

$$\begin{cases} u_{tt} = c^2 u_{xx} & x \in (0, \pi), t > 0 \\ u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = f(x) \\ u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ

ตัวอย่าง ให้ f เป็นฟังก์ชันที่นิยามบนช่วง $[0, \pi]$ โดย
กระจายอนุกรมฟูเรียร์โคไซน์ได้

$$f(x) = \frac{\alpha_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_n \cos nx$$

จงแก้ปัญหาค่าเริ่มต้นค่าขอบ

$$\begin{cases} u_t = ku_{xx} & x \in (0, \pi), t > 0 \\ u(x, 0) = f(x) \\ u_x(0, t) = u_x(L, t) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ

ตัวอย่าง ให้ f เป็นฟังก์ชันที่นิยามบนช่วง $[0, \pi]$ โดย
กระจายอนุกรมฟูรีเยร์ไซน์นี้ได้

$$f(y) = \sum_{n=1}^{\infty} \beta_n \sin ny$$

จงแก้ปัญหาค่าขอบของสมการลาปลาซ

$$\begin{cases} u_{xx} + u_{yy} = 0, & x \in (0, \pi), y \in (0, \pi) \\ u(0, y) = 0, & u(\pi, y) = f(y) \\ u(x, 0) = u(x, \pi) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ

ตัวอย่าง จงแก้ IBVP ต่อไปนี้

$$\begin{cases} u_t = u_{xx}, & x \in (0, \pi), t > 0 \\ u(x, 0) = 1 + \cos x \\ u_x(0, t) = u_x(\pi, t) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ

$$u(x, t) = 1 + e^{-t} \cos x$$

ตัวอย่าง จงแก้ปัญหาค่าขอบต่อไปนี้

$$\begin{cases} u_{xx} + u_{yy} = \sin x, & x \in (0, \pi), y \in (0, 1) \\ u(0, y) = u(\pi, y) = 0 \\ u_y(x, 0) = u_y(x, 1) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ

$$u(x, y) = \left(\frac{e^{-y} + e^y}{e^{-1} + e} - 1 \right) \sin x$$

Separation of Variables Technique

พิจารณา IBVP ของสมการความร้อน

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} + u_x, & x \in (0, \pi), t > 0 \\ u(x, 0) = f(x) \\ u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \end{cases}$$

ในสมการนี้มีการพาความร้อน (convection)

ถ้ากระจายอนุกรมฟูรีเยร์ไซน์

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n(t) \phi_n, \quad \phi_n = \sin nx$$

เมื่อแทนลงใน PDE จะได้

$$\sum_{n=1}^{\infty} B'_n \phi_n = \sum_{n=1}^{\infty} (-n^2 B_n) \phi_n + \sum_{n=1}^{\infty} n B_n \cos nx$$

ซึ่งไม่สามารถเทียบสัมประสิทธิ์ได้

ปัญหาคืออนุพันธ์อันดับที่หนึ่งเมื่อกระทำกับ $\phi_n = \sin nx$ จะได้ฟังก์ชัน $\cos nx$:

$$\frac{d}{dx} \phi_n = n \cos nx$$

ไม่ใช่ฟังก์ชันเดิมคือ ϕ_n แตกต่างจากอนุพันธ์อันดับที่สองที่กระทำกับ ϕ_n ได้ฟังก์ชันเดิม:

$$\frac{d^2}{dx^2} \sin nx = -n^2 \sin nx$$

ให้ \mathcal{L} เป็นตัวดำเนินการเชิงอนุพันธ์

$$\mathcal{L}\phi(x) = \frac{d^2}{dx^2} \phi + \frac{d}{dx} \phi$$

จะได้ว่าปัญหา PDE ข้างบนเขียนได้เป็น

$$\begin{cases} u_t = \mathcal{L}u, & 0 < x < \pi, > 0 \\ u(x, 0) = f(x) \\ u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \end{cases}$$

แนวคิดในการแก้ปัญหาค่าความร่อนดังกล่าวนี้ คือ หาฟังก์ชัน $\phi(x)$ และจำนวนจริง λ ซึ่งสอดคล้อง

$$\begin{cases} \mathcal{L}\phi = -\lambda\phi, & 0 < x < \pi \\ \phi(0) = \phi(\pi) = 0 \end{cases}$$

กล่าวคือ

$$\begin{cases} \phi'' + \phi' = -\lambda\phi, & 0 < x < \pi \\ \phi(0) = \phi(\pi) = 0 \end{cases}$$

สมการนี้เรียกว่า**ปัญหาค่าเจาะจง**

จากทฤษฎี Sturm-Liouville ได้ว่าจะมี

$$\begin{aligned} \lambda_1 &< \lambda_2 < \dots < \lambda_n < \dots \\ \phi_1, \phi_2, \dots, \phi_n, \dots \end{aligned}$$

ที่สมนัยกันซึ่งสอดคล้องกับปัญหาค่าเจาะจง ที่สำคัญ

คือการกระจายอนุกรมของฟังก์ชัน $f: [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \phi_n(x)$$

เพราะฉะนั้นเราจะสามารถแก้ IBVP ของสมการความร้อน โดยกระจายอนุกรมของผลเฉลย u เทียบ $\{\phi_n\}_{n=1}^{\infty}$

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n(t) \phi_n(x)$$

ปัญหาค่าเจาะจงนี้ได้มาอีกวิธีโดยเทคนิคสำคัญในการแก้ PDE เรียกว่า **เทคนิคแยกตัวแปร** (Separation of variables technique) ซึ่งมีหลักการง่าย ๆ คือ

“PDE มีตัวแปร x, t หา $u(x, t) = \phi(x)T(t) \neq 0$ ”

“PDE มีตัวแปร x, y หา $u(x, y) = \phi(x)\psi(y) \neq 0$ ”

เทคนิคแยกตัวแปรสามารถใช้แก้ PDE ได้หลากหลาย และเงื่อนไขค่าขอบทั่วไป ดังตัวอย่างต่อไปนี้

ตัวอย่าง พิจารณา IBVP

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} + u_x, & x \in (0, \pi), t > 0 \\ u(x, 0) = f(x) \\ u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \end{cases}$$

ถ้าผลเฉลย $u(x, t)$ เขียนได้ในรูป

$$u(x, t) = \phi(x)T(t)$$

โดย $\phi \neq 0$ จะแสดงว่า ϕ สอดคล้องกับปัญหาค่าเฉพาะ

$$\begin{cases} \phi'' + \phi' = -\lambda\phi, & 0 < x < \pi \\ \phi(0) = \phi(\pi) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ

ตัวอย่าง พิจารณาปัญหาค่าขอบ

$$\begin{cases} u_{xx} + u_{yy} = 0, & 0 < x < L, 0 < y < M \\ u(0, y) = u(L, y) = 0 \\ u(x, 0) = f(x), \quad u(x, M) = g(x) \end{cases}$$

ถ้าผลเฉลย u เขียนได้ในรูป

$$u(x, y) = \phi(x)Y(y)$$

โดย $\phi \neq 0$ จงพิสูจน์ว่า ϕ สอดคล้องกับปัญหาค่า

เจาะจง

$$\begin{cases} \phi'' = -\lambda\phi, & 0 < x < L \\ \phi(0) = \phi(L) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ

ตัวอย่าง กำหนดให้ปัญหาค่าเจาะจง

$$\begin{cases} \phi'' + \phi' = -\lambda\phi, & 0 < x < \pi \\ \phi(0) = \phi(\pi) = 0 \end{cases}$$

มีค่าเจาะจงและฟังก์ชันเจาะจงทั้งหมดคือ

$$\lambda_n = \frac{1}{4} + n^2, \quad \phi_n = e^{-\frac{x}{2}} \sin nx$$

โดย $n = 1, 2, \dots$

จงแก้ IBVP

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} + u_x, & 0 < x < \pi, t > 0 \\ u(x, 0) = e^{-x/2} \sin x \\ u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ

$$u(x, t) = e^{-\left(\frac{5}{4}t + \frac{x}{2}\right)} \sin x$$

ตัวอย่าง จงแก้ BVP

$$\begin{cases} \Delta u + u_x = e^{-x/2} \sin x, & x \in (0, \pi), y \in (0, 1) \\ u(0, y) = u(\pi, y) = 0 \\ u(x, 0) = u_y(x, 1) = 0 \end{cases}$$

วิธีทำ ให้ \mathcal{L} เป็นตัวดำเนินการเชิงอนุพันธ์

$$\mathcal{L}\phi = \phi'' + \phi'$$

PDE ในตัวอย่างนี้คือ

$$\mathcal{L}u + u_{yy} = e^{-x/2} \sin x$$

ให้ $\lambda_n = \frac{1}{4} + n^2$, $\phi_n = e^{-x/2} \sin nx$ กระจาย

อนุกรมของผลเฉลย $u(x, y)$ ในตัวแปร x เทียบ $\{\phi_n\}$

$$u(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n(y) \phi_n(x)$$

ในรูปอนุกรมนี้จะได้ว่า $u(0, y) = u(\pi, y) = 0$ เป็นจริง

แทนอนุกรมใน PDE ได้

$$\sum_{n=1}^{\infty} (-\lambda_n B_n) \phi_n + \sum_{n=1}^{\infty} B_n'' \phi_n = \phi_1$$

เทียบสัมประสิทธิ์ได้

$$B_1'' - \lambda_1 B_1 = 1$$

$$B_n'' - \lambda_n B_n = 0, \quad n = 2, 3, \dots$$

แทนอนุกรมในเงื่อนไขค่าขอบที่เหลือ

$$u(x, 0) = 0: \sum_{n=1}^{\infty} B_n(0) \phi_n = 0$$

$$\therefore B_n(0) = 0 \quad n = 1, 2, \dots$$

$$u_y(x, 1) = 0: \sum_{n=1}^{\infty} B_n'(1) \phi_n = 0$$

$$\therefore B_n'(1) = 0 \quad n = 1, 2, \dots$$

แก้ปัญหาค่า ODE

$$\begin{cases} B_1'' - \frac{5}{4}B_1 = 1, & 0 < y < 1 \\ B_1(0) = B_1'(1) = 0 \end{cases}$$

ได้

$$B_1(y) = C_1 e^{\frac{\sqrt{5}}{2}y} + C_2 e^{-\frac{\sqrt{5}}{2}y} - \frac{4}{5}$$

$$C_1 = \frac{4}{5(1 + e^{\sqrt{5}})}, \quad C_2 = \frac{4e^{\sqrt{5}}}{5(1 + e^{\sqrt{5}})}$$

แก้ปัญหาค่า ODE

$$\begin{cases} B_n'' - \lambda_n B_n = 0, & 0 < y < 1 \\ B_n(0) = B_n'(1) = 0 \end{cases}$$

ได้ $B_n(y) = 0$ สำหรับทุก $n = 2, 3, \dots$ เพราะฉะนั้น

$$u(x, y) = \frac{4}{5} \left[\frac{e^{\frac{\sqrt{5}}{2}y} + e^{\sqrt{5}(1-\frac{y}{2})}}{1 + e^{\sqrt{5}}} - 1 \right] e^{-\frac{x}{2}} \sin x$$