

บทที่ 6

อนุกรมฟูรีเยร์และการแปลงฟูรีเยร์

ถ้าโดเมนของตัวแปรไม่มีขอบเขตจำกัด เช่น $0 < x < \infty$ หรือ $-\infty < x < \infty$ เรามีวิธีการหาคำตอบของปัญหาขอบเขตเหล่านี้ ในตอนแรกจะกล่าวถึงการหาคำตอบของสมการคลื่นโดยวิธีเฉพาะ และจะกล่าวถึงการหาคำตอบโดยวิธีทั่วไป คือใช้วิธีการแปลงฟูรีเยร์ (Fourier transform) แก่ปัญหาขอบเขตต่างๆ นอกจากนั้นยังได้พิจารณาถึงปัญหาขอบเขตที่มีตัวแปรหลายตัว โดยอาศัยการหาคำตอบจากอนุกรมฟูรีเยร์ หรือการใช้คุณสมบัติความเป็นออร์โทโกนัลของฟังก์ชันจะแจ้ง

6.1 ปัญหาค่าเริ่มต้น (The initial value problem)

สำหรับสมการคลื่นซึ่งมีปัญหาค่าเริ่มต้นเขียนได้ดังนี้

ตัวอย่างที่ 1 D.E. $u_{tt} = c^2 u_{xx}, -\infty < x < \infty, 0 < t$

I.C. $u(x, 0) = f(x), u_t(x, 0) = g(x), -\infty < x < \infty$

ดังได้ทราบจากการจำแนกสมการจะเห็นว่าสมการคลื่นจะเป็นสมการชนิดไฮเพอร์โบลิก ซึ่งมีคำตอบทั่วไปคือ

$$u(x, t) = F(x - ct) + G(x + ct)$$

หาอนุพันธ์ของ $u(x, t)$ เทียบกับ t

$$u_t(x, t) = -cF'(x - ct) + cG'(x + ct)$$

จาก I.C. จะได้

$$u(x, 0) = f(x) = F(x) + G(x)$$

$$u_t(x, 0) = g(x) = -cF'(x) + cG'(x) \quad \dots\dots\dots(6.1.1)$$

$$\therefore F(x) + G(x) = f(x) \quad \dots\dots\dots(6.1.2)$$

อินทิเกรต (6.1.1) จะได้

$$F(x) - G(x) = -\frac{1}{c} \int_0^x g(\xi) d\xi \quad \dots\dots\dots(6.1.3)$$

$$(6.1.2) + (6.1.3) \quad F(x) = \frac{1}{2} f(x) - \frac{1}{2c} \int_0^x g(\xi) d\xi$$

$$F(x-ct) = \frac{1}{2} f(x-ct) - \frac{1}{2c} \int_0^{x-ct} g(\xi) d\xi$$

$$(6.1.2) - (6.1.3) \quad G(x) = \frac{1}{2} f(x) + \frac{1}{2c} \int_0^x g(\xi) d\xi$$

$$G(x+ct) = \frac{1}{2} f(x+ct) + \frac{1}{2c} \int_0^{x+ct} g(\xi) d\xi$$

แทนค่า $F(x-ct)$ และ $G(x+ct)$

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{1}{2} \{ f(x-ct) + f(x+ct) \} + \frac{1}{2c} \left[-\int_0^{x-ct} g(\xi) d\xi + \int_0^{x+ct} g(\xi) d\xi \right] \\ &= \frac{1}{2} \{ f(x-ct) + f(x+ct) \} + \frac{1}{2c} \left[\int_{x-ct}^0 g(\xi) d\xi + \int_0^{x+ct} g(\xi) d\xi \right] \\ &= \frac{1}{2} \{ f(x-ct) + f(x+ct) \} + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g(\xi) d\xi \end{aligned}$$

ตัวอย่างที่ 2 จงหาคำตอบของ

D.E. $u_{tt} = c^2 u_{xx}, \quad -\infty < x < \infty, \quad t > 0$

I.C. $u(x, 0) = \sin x$

$u_t(x, 0) = \cos x, \quad -\infty < x < \infty$

วิธีทำ ในที่นี้ $f(x) = \sin x, \quad g(x) = \cos x$

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{1}{2} \{ f(x-ct) + f(x+ct) \} + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g(\xi) d\xi \\ &= \frac{1}{2} (\sin(x-ct) + \sin(x+ct)) + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} \cos \xi d\xi \\ &= \sin x \cos ct + \frac{1}{2c} [\sin(x+ct) - \sin(x-ct)] \\ &= \sin x \cos ct + \frac{1}{c} \cos x \sin ct \end{aligned}$$

สำหรับสมการคลื่นซึ่งมีโดเมน $0 < x < \infty$ จะมีปัญหาค่าเริ่มต้นดังนี้

ตัวอย่างที่ 3 D.E. $u_{tt} = c^2 u_{xx}$, $0 < x < \infty$, $t > 0$

B.C. $u(0, t) = h(t)$, $t > 0$

I.C. $u(x, 0) = f(x)$, $u_t(x, 0) = g(x)$, $0 < x < \infty$

วิธีหาคำตอบ เนื่องจากในที่นี้ $x > 0$, $t > 0$ และ $c > 0$ ดังนั้น

$$\therefore x + ct > 0$$

จากคำตอบทั่วไปของสมการคลื่นจะได้

$$u(x, t) = F(x - ct) + G(x + ct) \quad \dots\dots\dots(6.1.4)$$

ดังนั้นจะเห็นว่า $G(x + ct)$ หาค่าได้

ถ้า $x > ct$ จะได้ว่า $x - ct > 0$ ดังนั้น $F(x - ct)$ หาค่าได้

ซึ่งจะได้ว่า สำหรับ $x > ct$ จะหา $u(x, t)$ ได้โดยวิธีของ ตัวอย่างที่ 1 ซึ่งได้คำตอบเป็น

$$u(x, t) = \frac{f(x + ct) + f(x - ct)}{2} + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g(\xi) d\xi$$

พิจารณา $x < ct$ หรือ $x - ct < 0$

จาก (6.1.4) ใช้ I.C. แล้วหา $F(x)$, $G(x)$ เหมือนตัวอย่าง 6.1.1

จะได้
$$F(x) = \frac{1}{2}f(x) - \frac{1}{2c} \int_0^x g(\xi) d\xi$$

และ
$$G(x) = \frac{1}{2}f(x) + \frac{1}{2c} \int_0^x g(\xi) d\xi$$

เปลี่ยนตัวแปรใหม่ให้ $x = \eta$

$$F(\eta) = \frac{1}{2}f(\eta) - \frac{1}{2c} \int_0^\eta g(\xi) d\xi \quad \dots\dots\dots(6.1.5)$$

$$G(\eta) = \frac{1}{2}f(\eta) + \frac{1}{2c} \int_0^\eta g(\xi) d\xi \quad \dots\dots\dots(6.1.6)$$

F และ G หาค่าได้สำหรับ $\eta > 0$ (ในที่นี้ $x > 0$ เท่านั้น)
สำหรับ $\eta < 0$

จาก B.C. $u(0, t) = F(-ct) + G(ct) = h(t)$

ให้ $\eta = -ct$ ดังนั้น $\eta < 0$

$$F(\eta) + G(-\eta) = h\left(\frac{\eta}{-c}\right), \eta < 0$$

สำหรับ $\eta < 0$ จะได้ $-\eta > 0$ ดังนั้น $G(-\eta)$ หาค่าได้เท่ากับสมการ (6.1.6)

ดังนั้น

$$\begin{aligned} F(\eta) &= h\left(\frac{\eta}{-c}\right) - G(\eta) \\ &= h\left(\frac{\eta}{-c}\right) - \frac{1}{2} f(\eta) - \frac{1}{2c} \int_0^{\eta} g(\xi) d\xi \dots \dots \dots (6.1.7) \end{aligned}$$

แทนค่า $F(\eta)$ ด้วย (6.1.7) และ $G(\eta)$ ด้วย (6.1.6) ใน (6.1.4)

จะได้ $u(x, t) = h\left(t - \frac{x}{c}\right) + \frac{f(ct+x) - f(ct-x)}{2} + \frac{1}{2c} \int_{ct-x}^{ct+x} g(\xi) d\xi, x < ct$

ดังนั้น $u(x, t) = \begin{cases} h\left(t - \frac{x}{c}\right) + \frac{f(ct+x) - f(ct-x)}{2} + \frac{1}{2c} \int_{ct-x}^{ct+x} g(\xi) d\xi, & 0 < x < ct \\ \frac{f(x+ct) + f(x-ct)}{2} + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g(\xi) d\xi, & x > ct \end{cases}$

แบบฝึกหัดที่ 6.1

1. จงหาคำตอบของปัญหาค่าเริ่มต้นโดยใช้คำตอบ $u(x, t)$ จากตัวอย่าง 6.1.1

1.1 $u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0, u(x, 0) = 0, u_t(x, 0) = 2$

1.2 $u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0, u(x, 0) = x, u_t(x, 0) = \sin x$

1.3 $u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0, u(x, 0) = \cos x, u_t(x, 0) = x$

1.4 $u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0, u(x, 0) = x^2, u_t(x, 0) = x$

1.5 $u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0, u(x, 0) = 0, u_t(x, 0) = 0, u_t(x, 0) = \begin{cases} 1, & |x| < L \\ 0, & |x| > L \end{cases}$

2. จงแก้ปัญหามอบเขต โดยใช้วิธีในหัวข้อ 6.1

D.E. $u_{tt} = c^2 u_{xx}, 0 < x < \infty, t > 0$

B.C. $u_x(0, t) = 0$

I.C. $u(x, 0) = f(x), u_t(x, 0) = g(x), 0 < x < \infty$

3. จงแก้ปัญหามอบเขตโดยใช้วิธีในหัวข้อ 6.1

D.E. $u_{tt} = c^2 u_{xx}, 0 < x < \infty, t > 0$

B.C. $u_x(0, t) = h(t)$

I.C. $u(x, 0) = 0, u_t(x, 0) = 0, 0 < x < \infty$

4. จงหาคำตอบของ $u_{xx} + 2u_{xy} - 3u_{yy} = 0$

$u(x, 0) = \sin x$

$u_y(x, 0) = x$

6.2 อนุกรมฟูรีเยร์ (Fourier Series)

ในการแก้ปัญหาขอบเขตที่มีโดเมนแบบไม่มีขอบเขตจำกัดจะใช้วิธีการแปลงของฟูรีเยร์ ดังนั้นต้องอาศัยความรู้เรื่องอนุกรมฟูรีเยร์ในการหาสูตร นอกจากนั้นอนุกรมฟูรีเยร์ยังมีประโยชน์ในการแก้ปัญหาฟิสิกส์ต่าง ๆ ด้วย จึงควรทราบเกี่ยวกับอนุกรมฟูรีเยร์พอสังเขป

นิยาม ฟังก์ชัน $f(x)$ ซึ่งหาค่าได้ทุก x เรียกว่าเป็นฟังก์ชันมีคาบครบรอบ p (periodic function) ถ้า

$$f(x+p) = f(x) \text{ เมื่อ } p \neq 0 \text{ ทุก } x$$

ตัวอย่างที่ 1 $\cos(x+2\pi) = \cos x$

$\therefore \cos x$ เป็นฟังก์ชันมีคาบครบรอบ 2π

$$2. \sin n\left(x + \frac{2\pi}{n}\right) = \sin(nx + 2\pi) = \sin nx$$

$\therefore \sin nx$ มีคาบครบรอบ $\frac{2\pi}{n}$

$$3. f(x) = \begin{cases} 2, & 0 < x < 3 \\ -2, & -3 < x < 0 \end{cases} \text{ มีคาบครบรอบเท่ากับ } 6$$

พิจารณาฟังก์ชัน $f(x)$ ซึ่งมีคาบครบรอบ 2π และอินทิเกรตได้บนทุก ๆ ช่วงจำกัด (finite interval) และเขียน $f(x)$ ได้ในรูปของ

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nx + b_n \sin nx), \quad -\pi < x < \pi \quad \dots\dots\dots(6.2.1)$$

ในที่นี้ต้องการหา a_n, b_n

การหา a_0

อินทิเกรต (6.2.1) จาก $-\pi$ ถึง π

$$\therefore \int_{-\pi}^{\pi} \cos nx \, dx = 0$$

$$\text{และ} \quad \int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \, dx = 0$$

$$\therefore \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \, dx = \int_{-\pi}^{\pi} \frac{a_0}{2} \, dx = a_0 \frac{x}{2} \Big|_{-\pi}^{\pi}$$

$$= a_0 \pi$$

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx$$

การหา a_n

คูณสมการ (6.2.1) ด้วย $\cos n x$ แล้วอินทิเกรตจาก $-\pi$ ถึง π

$$\begin{aligned} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos n x dx &= \int_{-\pi}^{\pi} \frac{a_0}{2} \cos n x dx + \int_{-\pi}^{\pi} a_n \cos m x \cos n x dx \\ &+ \int_{-\pi}^{\pi} b_n \sin m x \cos n x dx + a_n \int_{-\pi}^{\pi} \cos^2 n x dx \end{aligned}$$

$$\text{เนื่องจาก } \int_{-\pi}^{\pi} \cos m x \cos n x dx = \begin{cases} 0 & \text{ถ้า } m \neq n \\ \pi & \text{ถ้า } m = n \neq 0 \\ 2\pi & \text{ถ้า } m = n = 0 \end{cases}$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \sin m x \cos n x dx = 0$$

$$\text{และ } \int_{-\pi}^{\pi} \sin m x \sin n x dx = \begin{cases} 0 & \text{ถ้า } m \neq n \\ \pi & \text{ถ้า } m = n \neq 0 \end{cases}$$

$$\therefore \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos n x dx = a_n \pi \quad n = 0, 1, 2, 3, \dots$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos n x dx \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (6.2.2)$$

ข้อสังเกต ถึงแม้ว่า a_0 และ a_n จะใช้สูตรเดียวกันได้คือ $\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos n x dx$ แต่เวลาหาค่า a_0 ต้องแยกพิจารณาต่างหาก เพราะ a_0 อาจจะไม่เท่ากับ a_n , $n = 1, 2, \dots$ เช่น

$$f(x) = 1+x \quad \text{บน } [-\pi, \pi]$$

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} (1+x) dx = \frac{1}{\pi} \left(\frac{x^2}{2} + x \right) \Big|_{-\pi}^{\pi} = 2$$

$$\begin{aligned}
a_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx \, dx, \quad n = 1, 2, \dots \\
&= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} (1+x) \cos nx \, dx \\
&= \frac{1}{\pi} \left[\frac{(1+x) \sin nx}{n} + \frac{\cos nx}{n^2} \right]_{-\pi}^{\pi} = 0
\end{aligned}$$

ดังนั้น $a_0 \neq a_n \quad n = 1, 2, \dots$

การหา b_n

ทำในทำนองเดียวกับการหา a_n โดยคูณสมการ (6.2.1) ด้วย $\sin nx$ แล้วอินทิเกรตจาก $-\pi$ ถึง π จะได้

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin nx \, dx \quad n = 1, 2, 3, \dots \quad \dots (6.2.3)$$

นิยาม อนุกรมซึ่งอยู่ในรูป (6.2.1) ซึ่งสามารถหา a_n ได้จาก (6.2.2) และ b_n ได้จาก (6.2.3) เรียกว่าเป็น อนุกรมฟูเรียร์ (Fourier series) ของ $f(x)$ บน $[-\pi, \pi]$

โดยทั่วไปถ้าฟังก์ชัน $f(x)$ นิยามได้และอินทิเกรตได้บน $[-L, L]$ เมื่อ L เป็นค่าคงที่ใด ๆ จะนิยามอนุกรมฟูเรียร์ของ $f(x)$ โดย

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right) \quad x \in [-L, L] \quad \dots (6.2.4)$$

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} \, dx \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad \dots (6.2.5)$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} \, dx \quad n = 1, 2, \dots \quad \dots (6.2.6)$$

ตัวอย่างที่ 2 จงหาอนุกรมฟูเรียร์ของฟังก์ชัน $f(x)$ กำหนดให้

$$f(x) = \begin{cases} 0 & \text{เมื่อ } -\pi < x \leq 0 \\ x & \text{เมื่อ } 0 < x < \pi \end{cases}$$

วิธีทำ อนุกรมฟูเรียร์ของ $f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx + b_n \sin nx, -\pi < x < \pi$

$$\begin{aligned} a_0 &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx \\ &= \frac{1}{\pi} \left(\int_{-\pi}^0 0 dx + \int_0^{\pi} x dx \right) = \frac{\pi}{2} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} a_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} x \cos nx dx \\ &= \frac{nx \sin nx + \cos nx}{\pi n^2} \Big|_0^{\pi} \\ &= \frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin nx dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} x \sin nx dx \\ &= \frac{-nx \cos nx + \sin nx}{\pi n^2} \Big|_0^{\pi} \\ &= -\frac{(-1)^n}{n} \end{aligned}$$

ถ้า n เป็นเลขคู่ $a_n = 0$, $b_n = -\frac{1}{n}, n = 1, 2, \dots$

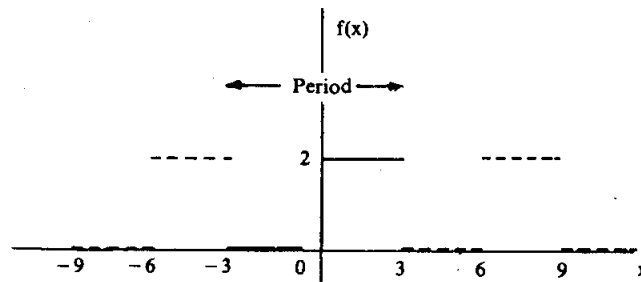
ถ้า n เป็นเลขคี่ $a_n = \frac{-2}{\pi n^2}$, $b_n = \frac{1}{n}$, $n = 1, 2, \dots$

$$\begin{aligned} \text{ดังนั้น } f(x) &= \frac{\pi}{4} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2} \cos nx - \frac{(-1)^n}{n} \sin nx \right] \\ &= \frac{\pi}{4} + \left(-\frac{2}{\pi} \cos x + \sin x \right) + \left(-\frac{\sin 2x}{2} \right) + \dots \end{aligned}$$

ตัวอย่างที่ 8 จงหาอนุกรมฟูเรียร์ของ $f(x)$ ถ้า

$$f(x) = \begin{cases} 0, & -3 < x < 0 \\ 2, & 0 < x < 3 \end{cases}$$

วิธีทำ ถ้าเขียนกราฟของ $f(x)$ จะได้ว่า



ในที่นี้คาบครบรอบ $= 2L = 6$ ดังนั้น $L = 3$

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad -L < x < L$$

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx, \quad n = 1, 2, \dots$$

$$= \frac{1}{3} \int_{-3}^3 f(x) \cos \frac{n\pi x}{3} dx$$

$$= \frac{1}{3} \left[\int_{-3}^0 0 \cos \frac{n\pi x}{3} dx + \int_0^3 2 \cos \frac{n\pi x}{3} dx \right]$$

$$= 0$$

$$a_0 = \frac{1}{3} \int_{-3}^3 f(x) dx = \frac{1}{3} \int_0^3 2 dx = 2$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx$$

$$= \frac{1}{3} \int_{-3}^3 2 \sin \frac{n\pi x}{3} dx$$

$$= \frac{1}{3} \int_0^3 2 \sin \frac{n\pi x}{3} dx$$

$$= \frac{2}{3} \left(\frac{-3}{n\pi} \cos \frac{n\pi x}{3} \right)_0^3 = \frac{2(1 - \cos n\pi)}{n\pi}$$

$$f(x) = 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2(-1 \cos n\pi)}{n\pi} \sin \frac{n\pi x}{3}$$

$$= 1 + \frac{4}{n\pi} \left(\sin \frac{\pi x}{3} + \frac{1}{3} \sin \frac{3\pi x}{3} + \frac{1}{5} \sin \frac{5\pi x}{3} + \dots \right)$$

ฟังก์ชันคู่และฟังก์ชันคี่ (Even and Odd function)

นิยาม ฟังก์ชัน $f(x)$ ซึ่งนิยามได้บนช่วง $-L \leq x \leq L$ จะเรียกว่าเป็น ฟังก์ชันคู่ ก็ต่อเมื่อ

$$f(-x) = f(x)$$

และเรียกว่าเป็น ฟังก์ชันคี่ ก็ต่อเมื่อ

$$f(-x) = -f(x)$$

ตัวอย่าง

1. $f(x) = x^2$

$$\therefore f(-x) = (-x)^2 = x^2 = f(x)$$

ดังนั้น $f(x) = x^2$ เป็นฟังก์ชันคู่

2. $\cos x$ ก็เป็นฟังก์ชันคู่

3. ฟังก์ชัน $x, \sin ax$ เป็นฟังก์ชันคี่

นอกจากนั้นจะเห็นว่า

1. ผลบวกของฟังก์ชันคู่เป็นฟังก์ชันคู่
2. ผลบวกของฟังก์ชันคี่เป็นฟังก์ชันคี่
3. ผลคูณของฟังก์ชันคู่ 2 ฟังก์ชัน หรือ ผลคูณของฟังก์ชันคี่ 2 ฟังก์ชันจะได้ฟังก์ชันคู่
4. ผลคูณของฟังก์ชันคู่และฟังก์ชันคี่ ได้ฟังก์ชันคี่ ซึ่งสามารถพิสูจน์ได้ง่าย ๆ โดยใช้นิยาม

ถ้า $f(x)$ เป็นฟังก์ชัน บน $[-L, L]$ จะได้ว่า

$$1. \int_{-L}^L f(x) dx = 2 \int_0^L f(x) dx \text{ ถ้า } f(x) \text{ เป็นฟังก์ชันคู่}$$

$$\text{และ } 2. \int_{-L}^L f(x) dx = 0 \text{ ถ้า } f(x) \text{ เป็นฟังก์ชันคี่}$$

$$\text{พิสูจน์ } \int_{-L}^L f(x) dx = \int_{-L}^0 f(x) dx + \int_0^L f(x) dx$$

$$\text{ให้ } x = -\xi, dx = -d\xi$$

$$\begin{aligned} \int_{-L}^0 f(x) dx &= -\int_L^0 f(-\xi) d\xi \\ &= \int_0^L f(-\xi) d\xi \end{aligned}$$

$$\int_{-L}^L f(x) dx = \int_0^L f(-\xi) d\xi + \int_0^L f(x) dx$$

$$\text{ถ้า } f(x) \text{ เป็นฟังก์ชันคู่ } \therefore f(-\xi) = f(\xi)$$

$$\text{นั่นคือ } \int_{-L}^L f(x) dx = 2 \int_0^L f(x) dx$$

$$\text{ถ้า } f(x) \text{ เป็นฟังก์ชันคี่ } f(-\xi) = -f(\xi)$$

$$\text{ดังนั้น } \int_{-L}^L f(x) dx = 0$$

จากคุณสมบัติของฟังก์ชันคู่และฟังก์ชันคี่ เราสามารถนำไปหาอนุกรมฟูรีเยร์
ซายน์ และอนุกรมฟูรีเยร์โคซายน์ได้ดังนี้

อนุกรมฟูรีเยร์ซายน์ (Fourier sine series)

พิจารณา $f(x)$ เมื่อ $f(x)$ เป็นฟังก์ชันคี่

จากอนุกรมฟูรีเยร์ (6.2.4) พิจารณา a_n และ b_n จาก (6.2.5) และ (6.2.6) จะได้

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx$$

เนื่องจาก $\cos \frac{n\pi x}{L}$ เป็นฟังก์ชันคู่ ดังนั้น $f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} =$ ฟังก์ชันคี่

และ $\sin \frac{n\pi x}{L}$ เป็นฟังก์ชันคี่ ดังนั้น $f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} =$ ฟังก์ชันคู่

ดังนั้น $a_n = 0 \quad \forall n$

$$b_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx$$

และอนุกรมฟูรีเยร์ จะมีแต่เทอมซายน์เท่านั้น ซึ่งเรียกว่าอนุกรมฟูรีเยร์ซายน์

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad -L \leq x \leq L$$

เมื่อ $b_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx$

อนุกรมฟูเรียร์โคซายน์ (Fourier cosine series)

ถ้า $f(x)$ เป็นฟังก์ชันคู่ พิจารณา a_n และ b_n จาก (6.2.5) และ (6.2.6) เช่นเดียวกัน จะได้ว่า

$$f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} = \text{ฟังก์ชันคู่}$$

$$\text{และ } f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} = \text{ฟังก์ชันคี่}$$

$$\text{ดังนั้น } a_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

$$b_n = 0 \quad \forall n$$

อนุกรมฟูเรียร์โคซายน์ คือ

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L}$$

$$\text{เมื่อ } a_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

ตัวอย่างที่ 1 จงหาอนุกรมฟูเรียร์ของฟังก์ชัน $f(x) = x, -\pi < x < \pi$

วิธีทำ เนื่องจาก $f(x) = x$ เป็นฟังก์ชันคี่ ดังนั้นจะได้อนุกรมฟูเรียร์ไซน์

ดังนั้น $a_n = 0, n = 0, 1, 2, \dots$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin n x dx$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x \sin nx \, dx$$

$$= \frac{2}{n} (-1)^{n+1}$$

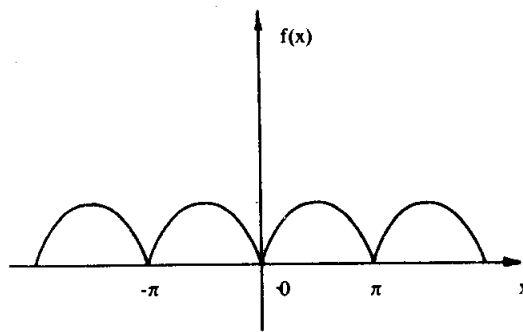
ดังนั้น

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} 2(-1)^{n+1} \frac{\sin nx}{n}$$

$$= 2 \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n+1} \frac{\sin nx}{n}$$

ตัวอย่างที่ 2 จงกระจายฟังก์ชัน $|\sin x|$ เป็นอนุกรมฟูเรียร์

วิธีทำ กราฟของ $|\sin x|$



เนื่องจาก $|\sin x|$ เป็นฟังก์ชันคู่ ดังนั้น $b_n = 0, n = 1, 2, \dots$

$$a_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos nx \, dx$$

$$= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \sin x \cos nx \, dx$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} [\sin(1+n)x + \sin(1-n)x] \, dx$$

$$= \frac{2[1 + (-1)^n]}{\pi(1-n^2)} \quad \text{เมื่อ } n = 0, 1, 2, \dots$$

$$\text{อนุกรมฟูรีเยร์ } f(x) = \frac{2}{\pi} + \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\cos 2nx}{(1-4n^2)}$$

ถ้า $f(x)$ เป็นฟังก์ชันใด ๆ ซึ่งนิยามได้บน $0 \leq x \leq L$ เราสามารถกระจายฟังก์ชัน $f(x)$ เป็นอนุกรมฟูรีเยร์ซายน์ หรือ อนุกรมฟูรีเยร์โคซายน์ ได้ทั้ง 2 แบบ ดังนี้

อนุกรมฟูรีเยร์ซายน์แบบครึ่งช่วง (Half range Fourier sine series)

$$\text{ให้ } g(x) = \begin{cases} f(x), & 0 < x < L \\ -f(-x), & -L < x < 0 \end{cases}$$

ดังนั้น $g(x)$ เป็นฟังก์ชันคี่บน $-L < x < L$

ซึ่งจะได้อนุกรมฟูรีเยร์ซายน์เป็น

$$g(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad -L < x < L$$

$$\text{เมื่อ } b_n = \frac{2}{L} \int_0^L g(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx, \quad n = 1, 2, \dots$$

แต่บน $0 < x < L$, $g(x) = f(x)$ ดังนั้นจะได้

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad 0 < x < L$$

อนุกรมฟูรีเยร์โคซายน์แบบครึ่งช่วง (Half range Fourier cosine series)

$$\text{ให้ } h(x) = \begin{cases} f(x), & 0 < x < L \\ f(-x), & -L < x < 0 \end{cases}$$

ดังนั้น $h(x)$ เป็นฟังก์ชันคู่บน $-L < x < L$

$$\text{ซึ่งจะได้ } h(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L}, \quad -L < x < L$$

$$\text{แต่ } h(x) = f(x) \text{ บน } , 0 < x < L$$

ดังนั้น $f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L}, 0 < x < L$

$$a_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

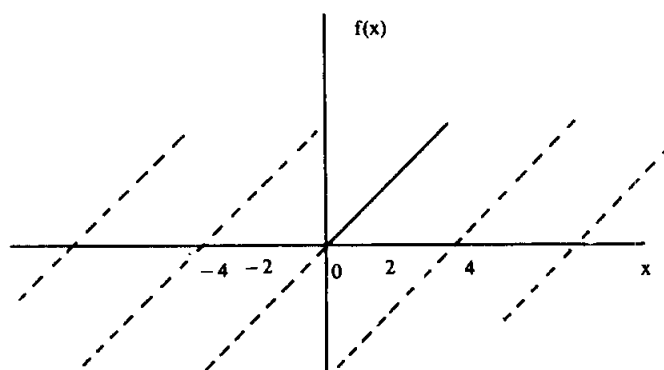
ตัวอย่างที่ 3 ถ้า $f(x) = x, 0 < x < 2$ จงหาอนุกรมฟูเรียร์ซายน์ และอนุกรมฟูเรียร์โคซายน์

วิธีทำ อนุกรมฟูเรียร์ซายน์ มี $a_n = 0 \quad n = 0, 1, 2, \dots$

กระจายฟังก์ชัน $f(x)$ เป็นฟังก์ชันคี่โดย $f(x) = \begin{cases} x, & 0 < x < 2 \\ x, & -2 < x < 0 \end{cases}$ ซึ่งมีคาบครบรอบเท่ากับ 4

ดังนั้น $2L = 4$

$L = 2$



$$b_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx$$

$$= \frac{2}{2} \int_0^2 x \sin \frac{n\pi x}{2} dx$$

$$= \left[x \left(\frac{-2}{n\pi} \cos \frac{n\pi x}{2} \right) - (1) \left(\frac{-4}{n^2 \pi^2} \sin \frac{n\pi x}{2} \right) \right]_0^2$$

$$= \frac{-4}{n\pi} \cos n\pi$$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{2}$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{-4}{n\pi} \cos n\pi \sin \frac{n\pi x}{2}$$

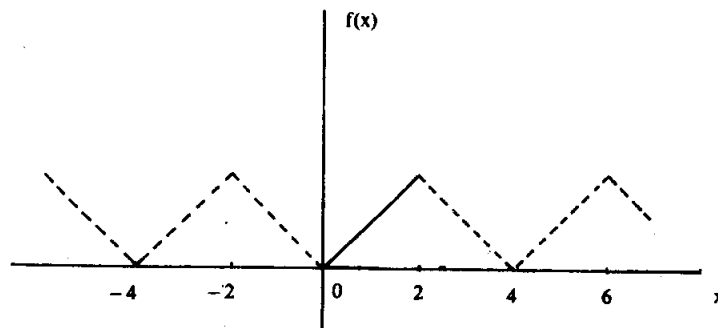
$$= \frac{4}{\pi} \left(\sin \frac{\pi x}{2} - \frac{1}{2} \sin \frac{2\pi x}{2} + \frac{1}{3} \sin \frac{3\pi x}{2} - \dots \right)$$

อนุกรมฟูรีเยร์โคซายน์

กระจายฟังก์ชัน $f(x)$ เป็นฟังก์ชันคู่โดยให้

$$f(x) = \begin{cases} x, & 0 < x < 2 \\ -x, & -2 < x < 0 \end{cases}$$

ซึ่งเขียนกราฟได้



ดังนั้น $b_n = 0$

$$a_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx$$

$$= \frac{2}{2} \int_0^2 x \cos \frac{n\pi x}{L} dx$$

$$= \left[x \left(\frac{2}{n\pi} \sin \frac{n\pi x}{2} \right) - (1) \left(\frac{-4}{n^2\pi^2} \cos \frac{n\pi x}{2} \right) \right]_0^2$$

$$= \frac{4}{n^2\pi^2} (\cos n\pi - 1) \quad \text{ถ้า } n \neq 0$$

$$a_0 = \int_0^2 x dx = 2$$

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{2}$$

$$= 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4}{n^2\pi^2} (\cos n\pi - 1) \cos \frac{n\pi x}{2}$$

$$= 1 - \frac{8}{\pi^2} \left(\cos \frac{\pi x}{2} + \frac{1}{3^2} \cos \frac{3\pi x}{2} + \frac{1}{5^2} \cos \frac{5\pi x}{2} + \dots \right)$$

ข้อสังเกต การที่ขยายช่วงฟังก์ชัน $-2 < x < 0$ ด้วยเพียงเพื่อช่วยในการเขียนกราฟเท่านั้น แต่ไม่ได้เอามาคำนวณหาค่า a_n หรือ b_n เลย

แบบฝึกหัดที่ 6.2

1. จงเขียนกราฟของฟังก์ชัน

$$1.1 f(x) = \begin{cases} 2, & 0 < x < 4 \\ -2, & -4 < x < 0 \end{cases}$$

ซึ่งมีคาบครบรอบ 8

$$1.2 f(x) = \begin{cases} \sin x, & 0 \leq x \leq \pi \\ 0, & \pi < x < 2\pi \end{cases}$$

ซึ่งมีคาบครบรอบ 2π

2. จงตรวจสอบว่าฟังก์ชันต่อไปนี้ เป็นฟังก์ชันคู่ หรือฟังก์ชันคี่ หรือไม่เป็นทั้งฟังก์ชันคู่และฟังก์ชันคี่

2.1 $x^2 + 6x^4$

2.2 $x + 3x^2 - x^3$

2.3 e^x

2.4 $x^2 \sin x$

2.5 $\sin h x$

3. จงหาอนุกรมฟูเรียร์ ของฟังก์ชันต่อไปนี้

3.1 $f(x) = x^2$ บน $[-\pi, \pi]$

$$3.2 f(x) = \begin{cases} -x, & -\pi < x < 0 \\ 0, & 0 < x < \pi \end{cases}$$

$$3.3 f(x) = \begin{cases} -1, & -3 < x < 0 \\ 1, & 0 < x < 3 \end{cases}$$

3.4 $f(x) = 2x - 1$ บน $[-1, 1]$

3.5 $f(x) = x + x^2, -\pi < x < \pi$

3.6 $f(x) = |x|, -4 \leq x \leq 4$

4. จงกระจาย $f(x) = \sin x$, $0 < x < \pi$ เป็นอนุกรมฟูรีเยร์โคซายน์
5. จงหาอนุกรมฟูรีเยร์ซายน์ และอนุกรมฟูรีเยร์โคซายน์ของฟังก์ชันต่อไปนี้
- 5.1 $f(x) = 2x+1$ บน $[0, 1]$
- 5.2 $f(x) = \cos x$, $0 < x < \pi$
- 5.3 $f(x) = x^3$, $0 < x < \pi$
- 5.4 $f(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < \frac{1}{2} \\ 0, & \frac{1}{2} < x < 1 \end{cases}$

6.3 อินทิกรัลฟูรีเยร์ (Fourier integrals)

ถ้า $f(x)$ เป็นฟังก์ชันซึ่งมีคุณสมบัติ piecewise smooth บางช่วง $-\infty < x < \infty$ ดังนั้นสามารถแทน $f(x)$ ในช่วง $-L < x < L$ ได้ด้วยอนุกรมฟูรีเยร์

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right). \quad \dots\dots (6.3.1)$$

เมื่อ $a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(t) \cos \frac{n\pi t}{L} dt, n = 0, 1, 2, \dots\dots\dots$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(t) \sin \frac{n\pi t}{L} dt, n = 1, 2, \dots\dots\dots$$

แทนค่า a_n, b_n ใน (6.3.1)

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) dt + \frac{1}{L} \sum_{n=1}^{\infty} \left[\left(\int_{-L}^L f(t) \cos \frac{n\pi t}{L} \cos \frac{n\pi x}{L} dt \right) \right. \\ &\quad \left. + \left(\int_{-L}^L f(t) \sin \frac{n\pi t}{L} \sin \frac{n\pi x}{L} dt \right) \right] \\ &= \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) dt + \frac{1}{L} \sum_{n=1}^{\infty} \int_{-L}^L f(t) \cos \frac{n\pi}{L} (t-x) dt \end{aligned}$$

ถ้า $f(x)$ อินทิเกรตได้อย่างสมบูรณ์บน $(-\infty, \infty)$ และ $\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx < \infty$

$$\left| \frac{a_0}{2} \right| = \frac{1}{2L} \left| \int_{-L}^L f(t) dt \right| \leq \frac{1}{2L} \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt$$

เมื่อ $L \rightarrow \infty$ แล้ว $\frac{1}{2L} \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt \rightarrow 0$

ดังนั้นเมื่อให้ $L \rightarrow \infty$

$$f(x) = \lim_{L \rightarrow \infty} \frac{1}{L} \sum_{n=1}^{\infty} \int_{-L}^L f(t) \cos \frac{n\pi}{L} (t-x) dt$$

$$\text{ให้ } \lambda_n = \frac{n\pi}{L}$$

$$\Delta\lambda = \lambda_{n+1} - \lambda_n = \frac{\pi}{L}$$

$$\text{ให้ } I(\lambda ; L) = \int_{-L}^L f(t) \cos \lambda(t-x) dt$$

$$\text{ดังนั้น } f(x) = \lim_{L \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} I(\lambda_n ; L) \Delta\lambda$$

เมื่อ $L \rightarrow \infty$ และ $\Delta\lambda \rightarrow 0$

$$\sum_{n=1}^{\infty} I(\lambda_n ; L) \Delta\lambda = \int_0^{\infty} I(\lambda ; L) d\lambda$$

$$\begin{aligned} \text{จะได้ } f(x) &= \lim_{L \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} I(\lambda ; L) d\lambda \\ &= \lim_{L \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} d\lambda \int_{-L}^L f(t) \cos \lambda(t-x) dt \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \left| \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \lambda(t-x) dt \right| d\lambda \end{aligned}$$

ดังนั้นสรุปเป็นทฤษฎีได้ดังนี้

6.3.1 ทฤษฎี (Fourier Integral Theorem)

ถ้า $f(x)$ นิยามได้บน $-\infty < x < \infty$ และมีคุณสมบัติ piecewise smooth.
และอินทิเกรตได้อย่างสมบูรณ์บน $(-\infty, \infty)$ แล้ว

$$\frac{f(x+) + f(x-)}{2} = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt d\lambda \quad \dots\dots (6.3.2)$$

เรียกสมการ (6.3.2) ว่าสูตรอินทิกรัลฟูเรียร์

ถ้า f ต่อเนื่องที่ ทุก ๆ x บน $(-\infty, \infty)$

$$f(x+) = f(x-) = f(x)$$

จะได้

สูตรอินทิกรัลฟูเรียร์คือ

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt \right] d\lambda \quad \dots\dots (6.3.3)$$

สูตรอินทิกรัลฟูเรียร์ซายน์ (Fourier sine intergral formula)

ถ้า $f(x)$ เป็นฟังก์ชันคี่

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt &= \int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt + \int_{-\infty}^0 f(t) \cos \lambda (t-x) dt \\ &= \int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt - \int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt \\ &= \int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt - \int_0^{-(\infty)} f(-t) \cos \lambda (-t-x) d(-t) \\ &= \int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt - \int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda (t+x) dt \\ &= \int_0^{\infty} f(t) [(\cos \lambda t \cos \lambda x + \sin \lambda t \sin \lambda x) - \\ &\hspace{15em} \cos \lambda t \cos \lambda x + \sin \lambda t \sin \lambda x] dt \end{aligned}$$

$$= 2 \sin \lambda x \int_0^{\infty} f(t) \sin \lambda t \, dt$$

ดังนั้น สูตรอินทิกรัลฟูเรียร์ซายน์ คือ

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \sin \lambda x \left[\int_0^{\infty} f(t) \sin \lambda t \, dt \right] d\lambda \quad \dots\dots (6.3.4)$$

$$\text{หรือ } \frac{1}{2} [f(x+) + f(x-)] = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \sin \lambda x \left[\int_0^{\infty} f(t) \sin \lambda t \, dt \right] d\lambda$$

$$\text{ให้ } F_s(\lambda) = \int_0^{\infty} f(t) \sin \lambda t \, dt \quad \dots\dots (6.3.5)$$

เรียก $F_s(\lambda)$ ว่า การแปลงฟูเรียร์ซายน์ของ f (Fourier sine transform of f .)

สูตรอินทิกรัลฟูเรียร์โคซายน์ (Fourier cosine integral formula)

ถ้า $f(x)$ เป็นฟังก์ชันคู่จะได้ในทำนองเดียวกัน คือ

สูตรอินทิกรัลฟูเรียร์โคซายน์

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos \lambda x \left[\int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda t \, dt \right] d\lambda \quad \dots\dots (6.3.6)$$

$$\text{หรือ } \frac{1}{2} [f(x+) + f(x-)] = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos \lambda x \left[\int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda t \, dt \right] d\lambda$$

$$\text{และเรียก } F_c(\lambda) = \int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda t \, dt \quad \dots\dots (6.3.7)$$

ว่า การแปลงฟูเรียร์โคซายน์ของ f

ตัวอย่างที่ 1 จงหาสูตรอินทิกรัลฟูรีเยร์ชายน์ของ e^{-x}

วิธีทำ
$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \sin \lambda x \left[\int_0^{\infty} f(t) \sin \lambda t dt \right] d\lambda$$

ในที่นี้ $f(t) = e^{-t}$

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \sin \lambda x \left[\int_0^{\infty} e^{-t} \sin \lambda t dt \right] d\lambda$$

โดยการอินทิเกรตทีละส่วน

$$\int_0^{\infty} e^{-t} \sin \lambda t dt = \frac{\lambda}{\lambda^2 + 1}$$

ดังนั้น

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\lambda}{\lambda^2 + 1} \sin \lambda x d\lambda$$

6.4 การแปลงฟูรีเยร์ (Fourier Transforms)

จากสูตรอินทิกรัลฟูรีเยร์ (6.3.3)

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \lambda (t-x) dt \right] d\lambda$$

$$\therefore \cos \lambda (t-x) = \frac{1}{2} [e^{i\lambda(t-x)} + e^{-i\lambda(t-x)}]$$

$$\text{ดังนั้น } f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\lambda(t-x)} dt d\lambda + \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\lambda(t-x)} dt d\lambda$$

พิจารณาเปลี่ยนตัวแปร ให้ $\lambda = -\alpha$

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\lambda(t-x)} dt \right] d\lambda = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^0 \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\alpha(t-x)} dt \right) d\alpha$$

$$\therefore f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\lambda(t-x)} dt d\lambda + \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^0 \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\alpha(t-x)} dt d\alpha$$

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\lambda(t-x)} dt \right] d\lambda \quad \dots\dots (6.4.1)$$

เรียก $f(x)$ ในรูปสมการ (6.4.1) ว่า อินทิกรัลฟูเรียร์ในรูปซ้ำกำลัง

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\lambda x} \left[\int_{-\infty}^{\infty} e^{i\lambda t} f(t) dt \right] d\lambda$$

$$\text{ให้ } F(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\lambda t} f(t) dt \quad \dots\dots (6.4.2)$$

$$\text{ดังนั้น } f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda \quad \dots\dots (6.4.3)$$

เรียก $F(\lambda)$ จาก (6.4.2) ว่า การแปลงฟูเรียร์ของ $f(x)$ (Fourier transform of $f(x)$)
และ เรียก $f(x)$ จาก (6.4.3) ว่า การแปลงฟูเรียร์ผกผันของ $F(\lambda)$ (Inverse Fourier transform of $F(\lambda)$)

ตัวอย่างที่ 1 จงหาการแปลงฟูเรียร์ของ

$$f(x) = \begin{cases} 1, & |x| < a \\ 0, & |x| \geq a \end{cases}$$

$$\text{วิธีทำ } F(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\lambda t} f(t) dt$$

$$= \int_{-\infty}^{-a} e^{i\lambda t} f(t) dt + \int_{-a}^a e^{i\lambda t} f(t) dt + \int_a^{\infty} e^{i\lambda t} f(t) dt$$

$$\begin{aligned}
&= \int_{-a}^a e^{i\lambda t} dt \\
&= \frac{e^{i\lambda t}}{i\lambda} \Big|_{-a}^a = \frac{e^{i\lambda a} - e^{-i\lambda a}}{i\lambda} \\
&= \frac{2}{\lambda} \sin \lambda a
\end{aligned}$$

ตัวอย่างที่ 2 จงแสดงว่า $\int_0^{\infty} \frac{\cos \lambda x}{\lambda^2 + 1} d\lambda = \frac{\pi}{2} e^{-x}, x \geq 0$

วิธีทำ จาก $f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos \lambda x \left[\int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda t dt \right] d\lambda$

$$\therefore \int_0^{\infty} e^{-t} \cos \lambda t dt = \frac{1}{\lambda^2 + 1}$$

ดังนั้น ให้ $f(x) = e^{-x}$

$$\therefore \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos \lambda x \left[\int_0^{\infty} f(t) \cos \lambda t dt \right] d\lambda = e^{-x}$$

$$\frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos \lambda x}{\lambda^2 + 1} d\lambda = e^{-x}$$

$$\int_0^{\infty} \frac{\cos \lambda x}{\lambda^2 + 1} d\lambda = \frac{\pi}{2} e^{-x}, x \geq 0$$

6.5 ทฤษฎีผลการประสาน (The convolution theorem)

ในการใช้การแปลงฟูเรียร์ แก้ปัญหาขอบเขตซึ่งมีโดเมนเป็นช่วงอนันต์ เราจะต้องการแปลงฟูเรียร์ $U(\lambda, t)$ ของฟังก์ชันซึ่งต้องการหา $u(x, t)$ คือ

$$u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} U(\lambda, t) e^{-i\lambda x} d\lambda$$

ถ้าฟังก์ชัน $U(\lambda, t)$ เป็นแบบง่าย ๆ ก็อาจจะหา $u(x, t)$ ได้ทันที แต่บางฟังก์ชันจะต้องเปลี่ยนโดยการแปลงให้อยู่ในรูปอื่นก่อนจึงจะสามารถหาคำตอบได้ ดังนั้นอาจจะต้องอาศัยทฤษฎีผลการประสานช่วย

6.5.1 ทฤษฎีบท ถ้า $F(\lambda)$, $G(\lambda)$, $H(\lambda)$ เป็นการแปลงฟูเรียร์ของ $f(x)$, $g(x)$ และ $h(x)$ ตามลำดับ ถ้า $H(\lambda) = F(\lambda) G(\lambda)$ แล้วจะได้ว่า

$$h(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) g(x - \xi) d\xi \quad \dots\dots (6.5.1)$$

พิสูจน์ $\because H(\lambda)$ เป็นการแปลงฟูเรียร์ของ $h(x)$

$$\begin{aligned} \therefore h(x) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} H(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\lambda) G(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda \end{aligned}$$

$$\text{แต่ } F(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) e^{i\lambda \xi} d\xi$$

$$h(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) e^{i\lambda \xi} d\xi \right) G(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda$$

เพราะว่า $f(\xi)$ อินทิเกรตได้บน $-\infty < \xi < \infty$ และ

$G(\lambda)$ อินทิเกรตได้บน $-\infty < \lambda < \infty$ ดังนั้นสามารถสลับที่การ

อินทิเกรตได้

$$h(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} G(\lambda) e^{-i\lambda(x-\xi)} d\lambda \right) d\xi$$

แต่
$$g(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} G(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda$$

ดังนั้น
$$g(x-\lambda) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} G(\lambda) e^{-i\lambda(x-\xi)} d\lambda$$

$$\therefore h(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) g(x-\xi) d\xi$$

นิยาม $h(x)$ ซึ่งหาได้จากสมการ (6.5.1) เรียกว่าผลการประสานของ $f(x)$ และ $g(x)$ และเขียนแทนด้วย $f(x) * g(x)$

$$h(x) = f(x) * g(x)$$

นอกจากนั้นจะพบว่า $h(x)$ มีคุณสมบัติสลับที่กันได้คือ

$$f(x) * g(x) = g(x) * f(x)$$

ตัวอย่าง จงหาผลการประสาน $h(x)$ ของ $f(x)$ และ $g(x)$ เมื่อ

$$f(x) = g(x) = \begin{cases} 1 & \text{เมื่อ } -a \leq x \leq a \\ 0 & \text{เมื่อ } |x| > a \end{cases}$$

วิธีทำ

$$\begin{aligned} h(x) &= \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) g(x-\xi) d\xi \\ &= \int_{-\infty}^{-a} f(\xi) g(x-\xi) d\xi + \int_{-a}^a f(\xi) g(x-\xi) d\xi \\ &\quad + \int_a^{\infty} f(\xi) g(x-\xi) d\xi \\ &= \int_{-a}^a f(\xi) g(x-\xi) d\xi \\ &= \begin{cases} 2a - |x| & \text{ถ้า } |x| < 2a \\ 0 & \text{ถ้า } |x| \geq 2a \end{cases} \end{aligned}$$

6.6 การหาคำตอบของปัญหาขอบเขตโดยวิธีการแปลงฟูเรียร์

สมการความร้อน เมื่อ $-\infty < x < \infty$ จะเขียนปัญหาค่าเริ่มต้นได้ดังนี้

ตัวอย่างที่ 1 D.E $u_t = ku_{xx}, -\infty < x < \infty, t > 0$

I.C $u(x, 0) = f(x), -\infty < x < \infty$

$|u(x, t)| < m$ ค่าคงตัว

วิธีทำ สมมติให้คำตอบของสมการคือ $u(x, t)$ และ $\int_{-\infty}^{\infty} |u(x, t)| dx < \infty, t > 0$

โดยการแปลงฟูเรียร์

$$u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} U(\lambda, t) e^{-i\lambda x} d\lambda \quad \dots\dots (6.6.1)$$

$$\text{เมื่อ} \quad U(\lambda, t) = \int_{-\infty}^{\infty} u(x, t) e^{i\lambda x} dx \quad \dots\dots (6.6.2)$$

หาอนุพันธ์ของ $U(\lambda, t)$ เทียบกับ t

$$\begin{aligned} \frac{\partial U}{\partial t} &= \int_{-\infty}^{\infty} u_t(x, t) e^{i\lambda x} dx \\ &= k \int_{-\infty}^{\infty} u_{xx}(x, t) e^{i\lambda x} dx \end{aligned}$$

โดยใช้สูตรของกรีน

$$\frac{\partial U}{\partial t} = k [u_x e^{i\lambda x} - i\lambda u e^{i\lambda x}]_{-\infty}^{\infty} - \lambda^2 k \int_{-\infty}^{\infty} u e^{i\lambda x} dx$$

ถ้า $u_x(\pm\infty, t) = 0, u(\pm\infty, 0) = 0$

ถ้า $u_x(\pm\infty, t) = 0, u(\pm\infty, 0) = 0$

ดังนั้น $\frac{\partial U}{\partial t} = -\lambda^2 k U$

$$U(\lambda, t) = A e^{-\lambda^2 kt}$$

จาก I.C $U(\lambda, 0) = \int_{-\infty}^{\infty} u(x, 0) e^{i\lambda x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{i\lambda x} dx = F(\lambda)$

ดังนั้น $A = F(\lambda)$

$$\therefore U(\lambda, t) = F(\lambda) e^{-\lambda^2 kt}$$

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} U(\lambda, t) e^{-i\lambda x} d\lambda \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda^2 kt} F(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda \end{aligned}$$

ทำให้ $W(\lambda, t) = e^{-\lambda^2 kt}$

ดังนั้น $U(\lambda, t) = F(\lambda) W(\lambda, t)$

จากทฤษฎีผลการประสาน

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) w(x - \xi, t) d\xi$$

ในที่นี้ต้องการหา $w(x, t)$

จาก $w(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} W(\lambda, t) e^{-i\lambda x} d\lambda$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda^2 kt} e^{-i\lambda x} d\lambda$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda^2 kt} (\cos \lambda x + i \sin \lambda x) d\lambda$$

แต่ $e^{-\lambda^2 kt} \sin \lambda x$ เป็นฟังก์ชันคี่ และ $e^{-\lambda^2 kt} \cos \lambda x$ เป็นฟังก์ชันคู่

$$\therefore \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda^2 kt} \sin \lambda x d\lambda = 0$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda^2 kt} \cos \lambda x d\lambda = 2 \int_0^{\infty} e^{-\lambda^2 kt} \cos \lambda x d\lambda$$

ดังนั้น $w(x, t) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} e^{-\lambda^2 kt} \cos \lambda x d\lambda$

ให้ $\lambda = \frac{z}{\sqrt{kt}}$

$$w(x, t) = \frac{1}{\pi} \sqrt{kt} \int_0^{\infty} e^{-z^2} \cos \frac{xz}{\sqrt{kt}} dz$$

ให้ $\mu = \frac{x}{\sqrt{kt}}$ และ $\int_0^{\infty} e^{-z^2} \cos \mu z dz = H(\mu)$

ดังนั้น $w(x, t) = \frac{1}{\pi \sqrt{kt}} H(\mu)$

ในที่นี้ต้องการหา $H(\mu)$

$$\frac{dH}{d\mu} = \frac{d}{d\mu} \int_0^{\infty} e^{-z^2} \cos \mu z dz$$

$$= \int_0^{\infty} -ze^{-z^2} \sin \mu z dz$$

$$= - \left[-\frac{e^{-z^2}}{2} \sin \mu z \right]_0^{\infty} + \int_0^{\infty} \frac{e^{-z^2}}{2} \mu \cos \mu z dz$$

$$= -\frac{\mu}{2} H(\mu)$$

$$\frac{dH}{d\mu} + \frac{\mu}{2} H(\mu) = 0$$

แก้สมการจะได้ $H(\mu) = B e^{-\mu^2/4}$

ถ้า $\int_0^{\infty} e^{-z^2} dz = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$

$$H(0) = B = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

ดังนั้นจะได้ $H(\mu) = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-\mu^2/4}$

ดังนั้น $w(x, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi kt}} e^{-x^2/4kt}$

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi kt}} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) e^{-(x-\xi)^2/4kt} d\xi$$

ถ้าพิจารณาช่วงของ x บนครึ่งช่วงอนันต์ จะได้ปัญหาขอบเขตของสมการความร้อนดังนี้

ตัวอย่างที่ 2 D.E $u_t = ku_{xx}$, $0 < x < \infty$, $0 < t$

B.C $u(0, t) = 0$, $t > 0$

I.C $u(x, 0) = f(x)$, $0 < x < \infty$

ในการหาคำตอบให้ $u(x, t)$ เป็นคำตอบของสมการซึ่ง $\int_0^{\infty} |u(x, t)| dx < \infty$, $t > 0$

$$u(x, t) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} U_s(\lambda, t) \sin \lambda x d\lambda$$

เมื่อ $U_s(\lambda, t) = \int_0^{\infty} u(x, t) \sin \lambda x \, dx$

$$\frac{\partial U_s}{\partial t} = \int_0^{\infty} u_t(x, t) \sin \lambda x \, dx$$

$$= k \int_0^{\infty} u_{xx}(x, t) \sin \lambda x \, dx$$

$$= k [u_x \sin \lambda x - k \lambda u \cos \lambda x]_0^{\infty} - k \lambda^2 \int_0^{\infty} u \sin \lambda x \, dx$$

ถ้า $u(\infty, t) = u_x(\infty, t) = 0$

จะได้ $\frac{\partial U_s}{\partial t} = -\lambda^2 k U_s$

$$U_s(\lambda, t) = A e^{-\lambda^2 k t}$$

$$U_s(\lambda, 0) = \int_0^{\infty} f(x) \sin \lambda x \, dx = F_s(\lambda)$$

$$\therefore A = F_s(\lambda)$$

$$U_s(\lambda, t) = F_s(\lambda) e^{-\lambda^2 k t}$$

ดังนั้น $u(x, t) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} e^{-\lambda^2 k t} F_s(\lambda) \sin \lambda x \, d\lambda$

สมการคลื่น เมื่อ $-\infty < x < \infty$ จะได้ปัญหาค่าเริ่มต้นดังนี้

ตัวอย่างที่ 3 D.E $u_{tt} = c^2 u_{xx}$, $-\infty < x < \infty$, $t > 0$

I.C $u(x, 0) = f(x)$, $-\infty < x < \infty$

$u_t(x, 0) = g(x)$

วิธีทำ วิธีทำเหมือนกับสมการความร้อน ให้ $u(x, t)$ เป็นคำตอบของสมการซึ่ง

$$\int_{-\infty}^{\infty} |u(x, t)| dx < \infty, t > 0$$

โดยสูตรอินทิกรัลฟูเรียร์

$$u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} U(\lambda, t) e^{-i\lambda x} d\lambda$$

เมื่อ $U(\lambda, t) = \int_{-\infty}^{\infty} u(x, t) e^{i\lambda x} dx$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = \int_{-\infty}^{\infty} u_{tt}(x, t) e^{i\lambda x} dx$$

$$= c^2 \int_{-\infty}^{\infty} u_{xx}(x, t) e^{i\lambda x} dx$$

ถ้า $u_x(\pm\infty, t) = 0$, $u(\pm\infty, t) = 0$ จะได้

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = -c^2 \lambda^2 U$$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} + c^2 \lambda^2 U = 0$$

จะได้ $U(\lambda, t) = A \sin c \lambda t + B \cos c \lambda t$

$$U_t(\lambda, t) = c\lambda A \cos c\lambda t - c\lambda B \sin c\lambda t$$

$$U(\lambda, 0) = B = \int_{-\infty}^{\infty} u(x, 0) e^{i\lambda x} dx = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{i\lambda x} dx = F(\lambda)$$

$$\begin{aligned} U_t(\lambda, t) &= c\lambda A = \int_{-\infty}^{\infty} u_t(x, 0) e^{i\lambda x} dx \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} g(x) e^{i\lambda x} dx = G(\lambda) \end{aligned}$$

$$\therefore A = \frac{G(\lambda)}{c\lambda}$$

$$U(\lambda, t) = F(\lambda) \cos c\lambda t + G(\lambda) \frac{\sin c\lambda t}{c\lambda}$$

$$\text{ดังนั้น } u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} [F(\lambda) \cos c\lambda t + G(\lambda) \frac{\sin c\lambda t}{c\lambda}] e^{-i\lambda x} d\lambda$$

ตัวอย่างที่ 4 จงหาคำตอบของสมการลาปลาซ

$$\text{D.E } u_{xx} + u_{yy} = 0, \quad -\infty < x < \infty, \quad 0 < y < \infty$$

$$\text{B.C } u(x, 0) = f(x), \quad -\infty < x < \infty$$

$$|u(x, y)| < M, \quad -\infty < x < \infty, \quad 0 < y < \infty$$

ปัญหานี้มีชื่อว่า Dirichlet's problem สำหรับสมการของลาปลาซ

วิธีทำ ให้คำตอบของสมการคือ $u(x, y)$ และ $\int_{-\infty}^{\infty} |u(x, y)| dx < \infty$

โดยการแปลงฟูเรียร์

$$u(x, y) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} U(\lambda, y) e^{-i\lambda x} d\lambda$$

เมื่อ $U(\lambda, y) = \int_{-\infty}^{\infty} u(x, y) e^{i\lambda x} dx$

หาอนุพันธ์ของ $U(\lambda, y)$ เทียบกับ y 2 ครั้งจะได้

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 U}{\partial y^2} &= \int_{-\infty}^{\infty} u_{yy} e^{i\lambda x} dx \\ &= - \int_{-\infty}^{\infty} u_{xx} e^{i\lambda x} dx \end{aligned}$$

โดยใช้สูตรของกรีน และให้

$$\lim_{x \rightarrow \pm\infty} u(x, y) = \lim_{x \rightarrow \pm\infty} u_x(x, y) = 0, \quad 0 < y < \infty$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 U}{\partial y^2} &= - [u_x e^{i\lambda x} - i\lambda u e^{i\lambda x}]_{-\infty}^{\infty} + \lambda^2 \int_{-\infty}^{\infty} u e^{i\lambda x} dx \\ &= \lambda^2 U \end{aligned}$$

หรือ $\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \lambda^2 U = 0$

$$U(\lambda, y) = A e^{-\lambda y} + B e^{\lambda y}$$

แต่เนื่องจาก $u(x, y)$ มีขอบเขต ดังนั้น $U(\lambda, y)$ มีขอบเขตเมื่อ $y \rightarrow \infty$ ดังนั้นให้

$$B = 0$$

$$U(\lambda, y) = A e^{-|\lambda|y}, \quad -\infty < \lambda < \infty$$

$$U(\lambda, 0) = \int_{-\infty}^{\infty} u(x, 0) e^{i\lambda x} dx$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{i\lambda x} dx = F(\lambda)$$

$$A = F(\lambda)$$

$$U(\lambda, y) = F(\lambda) e^{-|\lambda| y}, \quad -\infty < \lambda < \infty$$

$$u(x, y) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} U(\lambda, y) e^{-i\lambda x} d\lambda$$

$$\text{หรือ} \quad u(x, y) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) e^{i\lambda \xi} d\xi \right) e^{-|\lambda| y} e^{-i\lambda x} d\lambda$$

เนื่องจาก $e^{-|\lambda| y}$ เป็นการแปลงฟูเรียร์ของ $\frac{1}{\pi} \cdot \frac{y}{x^2 + y^2}$

และ $F(\lambda)$ เป็นการแปลงฟูเรียร์ ของ $f(x)$

โดยทฤษฎีผลการประสาน จะได้

$$u(x, y) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cdot \frac{y}{\pi((x-\xi)^2 + y^2)} d\xi$$

$$\text{หรือ} \quad u(x, y) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{y f(\xi)}{(x-\xi)^2 + y^2} d\xi \quad \dots\dots (6.6.3)$$

เรียกสมการ (6.6.3) ว่า Poisson's integral formula for the half plane.

สำหรับโดเมนซึ่งเป็นครึ่งวงบนนั้น ก็จะสามารถอินทิกรัลฟูเรียร์ชายน์ หรือสูตรอินทิกรัลฟูเรียร์โตชานน์

ตัวอย่างที่ 5 D.E $u_{tt} = u_{xx}, 0 < x < \infty, t > 0$

B.C $u(0, t) = h(t), t > 0$

I.C $u(x, 0) = 0$

$u_t(x, 0) = 0, 0 < x < \infty$

วิธีทำ จะเห็นว่าตัวอย่างนี้เป็นสมการชนิดมี B.C ไม่เป็นแบบเอกพันธ์

ให้ $u(x, t)$ เป็นคำตอบของสมการซึ่ง $\int_0^{\infty} |u(x, t)| dt < \infty, t > 0$

$$u(x, t) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} U(\lambda, t) \sin \lambda x d\lambda$$

เมื่อ $U(\lambda, t) = \int_0^{\infty} u(x, t) \sin \lambda x dx$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = \int_0^{\infty} u_{tt} \sin \lambda x dx$$

$$= \int_0^{\infty} u_{xx} \sin \lambda x dx$$

$$= [u_x \sin \lambda x - \lambda u \cos \lambda x]_0^{\infty} - \lambda^2 U$$

ถ้า $u_x(\infty, t) = u(\infty, t) = 0$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = \lambda u(0, t) - \lambda^2 U$$

$$= \lambda h(t) - \lambda^2 U$$

$$\text{หรือ } \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} + \lambda^2 U = \lambda h(t)$$

$$\text{โดยมี } U(\lambda, 0) = 0$$

$$U_t(\lambda, 0) = 0$$

$$\text{ซึ่งจะได้คำตอบเป็น } U(\lambda, t) = \int_0^t h(\tau) \sin \lambda(t-\tau) d\tau$$

$$\therefore u(x, t) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \int_0^t h(\tau) \sin \lambda(t-\tau) d\tau d\lambda$$

$$\text{ถ้าให้ } \xi = t - \tau \text{ จะได้}$$

$$u(x, t) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \int_0^t h(t-\xi) \sin \lambda\xi \sin \lambda x d\xi d\lambda$$

$$\text{ให้ } H(\xi) = \begin{cases} h(t-\xi), & 0 < \xi < t \\ 0, & t < \xi \end{cases}$$

$$u(x, t) = \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \int_0^\infty H(\xi) \sin \lambda\xi \sin \lambda x d\xi d\lambda$$

โดยสูตรอินทิกรัลฟูเรียร์ชายน

$$\frac{2}{\pi} \int_0^\infty \int_0^\infty H(\xi) \sin \lambda\xi \sin \lambda x d\lambda = H(x)$$

ดังนั้น

$$u(x, t) = \begin{cases} h(t-x), & 0 < x < t \\ 0, & t < x \end{cases}$$

ข้อสังเกต

จากตัวอย่างนี้จะเห็นว่า เป็นกรณีเฉพาะของตัวอย่างที่ 3 หัวข้อ 6.1 ในที่นี้ $f(x) = g(x) = 0$ ซึ่งจะได้คำตอบเหมือนกัน

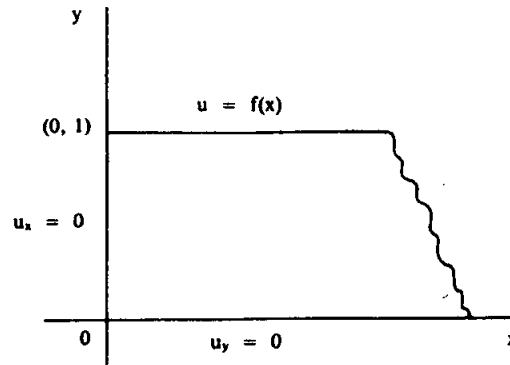
ตัวอย่างที่ 6 จงหา $u(x, y)$ ของปัญหา

D.E $u_{xx} + u_{yy} = 0, 0 < x < \infty, 0 < y < 1$

B.C $u_x(0, y) = 0$

I.C $u_y(x, 0) = 0$

$u(x, 1) = f(x)$



วิธีทำ โดยสูตรอินทิกรัลฟูเรียร์โคซายน์

ให้ $u(x, y) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} U_c(\lambda, y) \cos \lambda x \, d\lambda$

เมื่อ $U_c(\lambda, y) = \int_0^{\infty} u(x, y) \cos \lambda x \, dx$

$$\frac{\partial^2 U_c}{\partial y^2} = \int_0^{\infty} u_{yy} \cos \lambda x \, dx$$

$$= - \int_0^{\infty} u_{xx} \cos \lambda x \, dx$$

$$= - [u_x \cos \lambda x + \lambda u \sin \lambda x]_0^{\infty} + \lambda^2 \int_0^{\infty} u \cos \lambda x \, dx$$

แต่ $u_x(\infty, y) = u(\infty, y) = 0$

และ $u_x(0, y) = 0$

ดังนั้น $\frac{\partial^2 U_c}{\partial y^2} = \lambda^2 U_c$

หรือ $\frac{\partial^2 U_c}{\partial y^2} - \lambda^2 U_c = 0$

คำตอบคือ $U_c(\lambda, y) = A \cosh \lambda y + B \sinh \lambda y$

$$\frac{\partial U_c}{\partial y}(\lambda, y) = \lambda A \sinh \lambda y + \lambda B \cosh \lambda y$$

จาก $u_y(x, 0) = 0$ จะได้ $\frac{\partial U_c}{\partial y}(\lambda, 0) = 0 = B$

ดังนั้น $U_c(\lambda, y) = A \cosh \lambda y$

$$\begin{aligned} U_c(\lambda, 1) &= \int_0^{\infty} u(x, 1) \cos \lambda x \, dx \\ &= \int_0^{\infty} f(x) \cos \lambda x \, dx \end{aligned}$$

$$\therefore A \cosh \lambda = \int_0^{\infty} f(x) \cos \lambda x \, dx = F_c(\lambda)$$

$$A = \frac{F_c(\lambda)}{\cosh \lambda}$$

$$U_c(\lambda, y) = \frac{F_c(\lambda) \cosh \lambda y}{\cosh \lambda}$$

$$\begin{aligned} \text{ดังนั้น} \quad u(x, y) &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} U_c(\lambda, y) \cos \lambda x \, d\lambda \\ &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{F_c(\lambda) \cos h \lambda y \cos \lambda x}{\cosh \lambda} \, d\lambda \end{aligned}$$

$$\text{ถ้ากำหนดให้ } f(x) = \begin{cases} 1 & \text{เมื่อ } 0 < x < 1 \\ 0 & \text{เมื่อ } x > 1 \end{cases}$$

$$\begin{aligned} \text{จะได้} \quad F_c(\lambda) &= \int_0^1 \cos \lambda x \, dx \\ &= \frac{\sin \lambda x}{\lambda} \Big|_0^1 = \frac{\sin \lambda}{\lambda} \end{aligned}$$

$$u(x, y) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\sin \lambda \cos h \lambda y \cos \lambda x}{\lambda \cosh \lambda} \, d\lambda$$

แบบฝึกหัดที่ 6.3

1. จงหาการแปลงฟูรีเยร์ชายน์ และ การแปลงฟูรีเยร์โคซายน์ของ $f(x)$ ถ้า

$$1.1 f(x) = \begin{cases} 1, & 0 \leq x < 1 \\ 0, & x \geq 1 \end{cases}$$

$$1.2 f(x) = e^{-ax}$$

2. ถ้า $f(x)$ เป็นฟังก์ชันคู่ จงแสดงว่า

$$2.1 F(A) = \int_0^{\infty} f(t) \cos At \, dt$$

$$2.2 f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} F(\lambda) \cos ix \, d\lambda$$

3. ถ้า $F(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{i\lambda x} dx$ จงหา $f(x)$ ของ

$$3.1 F(a\lambda)$$

$$3.2 e^{i\lambda b} F(\lambda)$$

$$3.3 \frac{a}{\lambda^2 + a^2}, a > 0$$

4. จงแก้ปัญหาคอชเชอของ

$$D.E \, u_t = u_{xx}, \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0$$

$$B.C \, u_x(0, t) = f(t), \quad t > 0$$

$$I.C \, u(x, 0) = 0, \quad 0 < x < \infty$$

5. จงแก้ปัญหาคอชเชอ

$$D.E \, u_t = k u_{xx}, \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0$$

$$B.C \, u_x(0, t) = 0$$

$$I.C \, u(x, 0) = e^{-\alpha x}, \quad 0 < x < \infty, \quad \alpha > 0$$

6. จงแก้ปัญหามหาสมการเชิงอนุพันธ์การแปลงฟูเรียร์

6.1 D.E $u_{tt} = c^2 u_{xx}$, $0 < x < \infty$, $t > 0$

B.C $u_x(0, t) = 0$, $t > 0$

I.C $u(x, 0) = f(x)$, $u_t(x, 0) = 0$, $0 < x < \infty$

6.2 จงแสดงว่าคำตอบใน (6.1) สามารถเขียนได้ในรูป

$$u(x, t) = \begin{cases} \frac{f(x+ct) + f(ct-x)}{2}, & 0 < x < ct \\ \frac{f(x+ct) + f(x-ct)}{2}, & x > ct \end{cases}$$

7. จงหาคำตอบของ

7.1 $u_{xx} + u_{yy} = 0$, $0 < x < \infty$, $0 < y < 1$

$u_x(0, y) = 0$

$u_y(x, 0) = 0$

$u(x, 1) = e^{-x}$

7.2 $u_{xx} + u_{yy} = 0$, $0 < x < 1$, $y > 0$

$u_y(x, 0) = 0$

$u(0, y) = 0$

$u_x(1, y) = f(y)$

6.7 ปัญหาขอบเขตซึ่งมีตัวแปรหลายตัว

ในการแก้ปัญหาขอบเขตของสมการซึ่งมีตัวแปรมากกว่าสองตัวขึ้นไปก็ใช้วิธีการคล้ายกับการแก้ปัญหาขอบเขตที่กล่าวมาแล้ว โดยอาศัยการแยกตัวแปรก่อนแล้วแก้สมการหาค่าเจาะจง และฟังก์ชันเจาะจง แล้วหาคำตอบในรูปอนุกรมอนันต์ดังตัวอย่าง

สมการความร้อน

ตัวอย่าง จงหาคำตอบของปัญหาขอบเขต

$$D.E \quad u_t = k(u_{xx} + u_{yy}), \quad 0 < x < a, \quad 0 < y < b, \quad t > 0$$

$$B.C \quad \left. \begin{aligned} u(0, y, t) &= 0 \\ u_x(a, y, t) &= 0 \end{aligned} \right\} \quad 0 < y < b, \quad t > 0$$

$$\left. \begin{aligned} u_y(x, 0, t) &= 0 \\ u_y(x, b, t) &= 0 \end{aligned} \right\} \quad 0 < x < a, \quad t > 0$$

$$I.C \quad u(x, y, 0) = f(x, y), \quad 0 < x < a, \quad 0 < y < b$$

วิธีทำ ให้คำตอบของสมการคือ $u(x, y, t) = T(t) \varphi(x, y)$

จาก D.E จะได้ $T'(t) \varphi(x, y) = k (\varphi_{xx}(x, y) + \varphi_{yy}(x, y)) T(t)$

$$\frac{T'(t)}{kT(t)} = \frac{1}{\varphi(x, y)} (\varphi_{xx}(x, y) + \varphi_{yy}(x, y)) = -\lambda$$

$$\text{จะได้} \quad T' + \lambda kT = 0 \quad \dots\dots (6.7.1)$$

$$\text{และ} \quad D.E \quad \varphi_{xx} + \varphi_{yy} + \lambda \varphi = 0 \quad \dots\dots (6.7.2)$$

$$B.C \quad \varphi(0, y) = 0$$

$$\varphi_x(a, y) = 0$$

$$\varphi_y(x, 0) = 0$$

$$\varphi_y(x, b) = 0$$

สำหรับสมการ (7.1.2) ใช้วิธีแยกตัวแปรอีกครั้งหนึ่ง โดยใช้

$$\varphi(x, y) = X(x) Y(y)$$

จะได้ $X''Y + XY'' + \lambda XY = 0$

$$-\frac{1}{X}(X'' + \lambda X) = \frac{Y''}{Y} = -\mu$$

จะได้ $X'' + (\lambda - \mu)X = 0, 0 < x < a$ (6.7.3)

เงื่อนไข $X(0) = 0$

$$X'(a) = 0$$

และ $Y'' + \mu Y = 0, 0 < y < b$ (6.7.4)

เงื่อนไข $Y'(0) = 0$

$$Y'(b) = 0$$

จากสมการ (6.7.4) มีคำตอบทั่วไปคือ $Y(y) = A \cos \sqrt{\mu} y + B \sin \sqrt{\mu} y$

$$Y'(y) = -\sqrt{\mu} A \sin \sqrt{\mu} y + B \sqrt{\mu} \cos \sqrt{\mu} y$$

$$y'(0) = B = 0$$

$$y'(b) = -\sqrt{\mu} A \sin \sqrt{\mu} b = 0$$

ดังนั้น $\sin \sqrt{\mu} b = 0 = \sin n\pi$

$$\mu_n = \frac{n^2 \pi^2}{b^2}, n = 0, 1, 2, \dots$$

ดังนั้น $Y_n(y) = A_n \cos \frac{n\pi y}{b}, n = 0, 1, 2, \dots$

จากสมการ (6.7.3) ; $X(x) = C \cos \sqrt{\lambda - \mu} x + D \sin \sqrt{\lambda - \mu} x$

$$X(0) = C = 0$$

$$X'(x) = D(\sqrt{\lambda - \mu}) \cos \sqrt{\lambda - \mu} x$$

$$X'(a) = 0 = \cos \sqrt{\lambda - \mu} a$$

$$(\sqrt{\lambda - \mu}) a = (m + \frac{1}{2}) \pi \quad m = 0, 1, 2, \dots$$

$$\lambda - \mu = (m + \frac{1}{2})^2 \frac{\pi^2}{a^2}$$

$$\lambda_{m, n} = (m + \frac{1}{2})^2 \frac{\pi^2}{a^2} + \frac{n^2 \pi^2}{b^2}, \quad m, n = 0, 1, 2, \dots \quad (6.7.5)$$

และ $X_m(x) = D_m \sin (m + \frac{1}{2}) \frac{\pi x}{a}, \quad m = 1, 2, \dots$

ดังนั้นค่าเฉพาะจริงคือ $\lambda_{m, n}$ และฟังก์ชันเฉพาะจริงคือ

$$\begin{aligned} \varphi_{m, n}(x, y) &= X_m(x) Y_n(y) \\ &= E_{m, n} \sin (m + \frac{1}{2}) \frac{\pi x}{a} \cos \frac{n \pi y}{b} \end{aligned}$$

จากสมการ (6.7.1) ซึ่งมี $\lambda_{m, n}$ จาก (6.7.5) จะได้คำตอบ

$$T_{m, n}(t) = F_{m, n} e^{-\lambda_{m, n} kt}$$

ดังนั้น $u(x, y, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} T_{m, n}(t) \varphi_{m, n}(x, y)$

$$= \frac{1}{2} \sum_{m=1}^{\infty} a_{m, 0} e^{-\lambda_{m, 0} kt} \varphi_{m, 0}(x, y)$$

$$+ \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} a_{m,n} e^{-\lambda_{m,n} kt} \phi_{m,n}(x, y)$$

จาก $u(x, y, 0) = f(x, y)$

$$\begin{aligned} \therefore f(x, y) &= \frac{1}{2} \sum_{m=1}^{\infty} a_{m,0} \phi_{m,0}(x, y) \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} a_{m,n} \phi_{m,n}(x, y) \end{aligned} \quad \dots\dots (6.7.6)$$

เรียกอนุกรม (6.7.6) ว่า **อนุกรมฟูเรียร์สองชั้น** (Double Fourier Series)

$$\begin{aligned} f(x, y) &= \frac{1}{2} \sum_{m=1}^{\infty} a_{m,0} \sin\left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\pi x}{a} \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} a_{m,n} \sin\left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\pi x}{a} \cos \frac{n\pi y}{b} \end{aligned}$$

ถ้าให้ $C_m(y) = \frac{a_{m,0}}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_{m,n} \cos \frac{n\pi y}{b}$ (6.7.7)

ดังนั้น $f(x, y) = \sum_{m=1}^{\infty} C_m(y) \sin\left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\pi x}{a}$ (6.7.8)

ซึ่งจะเห็นว่า (6.7.8) เป็นอนุกรม Fourier sine ของ $f(x, y)$

$$\therefore C_m(y) = \frac{2}{a} \int_0^a f(x, y) \sin\left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\pi x}{a} dx$$

แต่ (6.7.7) เป็นอนุกรม Fourier cosine ของ $C_m(y)$

$$\therefore a_{m,0} = \frac{1}{b} \int_0^b C_m(y) dy, m = 1, 2, \dots$$

$$\text{และ } a_{m,n} = \frac{2}{b} \int_0^b C_m(y) \cos \frac{n\pi y}{b} dy, m = 1, 2, \dots, n = 1, 2, \dots$$

ดังนั้นแทนค่า $C_m(y)$ จะได้

$$a_{m,0} = \frac{2}{ab} \int_0^b \int_0^a f(x,y) \sin \left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\pi x}{a} dx dy, m = 1, 2, \dots$$

$$\text{และ } a_{m,n} = \frac{4}{ab} \int_0^b \int_0^a f(x,y) \sin \left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{\pi x}{a} \cos \frac{n\pi y}{b} dx dy, n = 1, 2, \dots$$

$$m = 1, 2, \dots$$

สมการคลื่น

ตัวอย่าง D.E $u_{tt} = c^2(u_{xx} + u_{yy}), 0 < x < a, 0 < y < b, t > 0$

B.C $u(0, y, t) = 0$
 $u(a, y, t) = 0, 0 < y < b, t > 0$

$u(x, 0, t) = 0$
 $u(x, b, t) = 0, 0 < x < a, t > 0$

I.C $u(x, y, 0) = f(x, y)$
 $u_t(x, y, 0) = g(x, y), 0 < x < a, 0 < y < b$

วิธีทำ ให้คำตอบคือ $u(x, y, t) = T(t) \phi(x, y)$

แทนค่าใน D.E $T''\phi = c^2(\phi_{xx} + \phi_{yy}) T(t)$

$$\frac{T''}{c^2 T} = \frac{1}{\phi} (\phi_{xx} + \phi_{yy}) = -\lambda$$

จะได้ $T'' + \lambda c^2 T = 0, t > 0$ (6.7.9)

และ D.E $\phi_{xx} + \phi_{yy} + \lambda \phi = 0, 0 < x < a, 0 < y < b$ (6.7.10)

$$\begin{aligned} \text{B.C } \phi(0, y) = 0 \\ \phi(a, y) = 0 \end{aligned} \left. \vphantom{\begin{aligned} \phi(0, y) = 0 \\ \phi(a, y) = 0 \end{aligned}} \right\} , 0 < y < b$$

$$\begin{aligned} \phi(x, 0) = 0 \\ \phi(x, b) = 0 \end{aligned} \left. \vphantom{\begin{aligned} \phi(x, 0) = 0 \\ \phi(x, b) = 0 \end{aligned}} \right\} , 0 < x < a$$

สมการ (6.7.10) ใช้วิธีแยกตัวแปรอีกครั้งหนึ่ง

ให้ $\phi(x, y) = X(x) Y(y)$

จะได้ $X''Y + XY'' + \lambda XY = 0$

หรือ $-\frac{1}{X} (X'' + \lambda X) = \frac{Y''}{Y} = -\mu$

ซึ่งจะได้ $X'' + (\lambda - \mu) X = 0, 0 < x < a$ (6.7.11)

เงื่อนไข $X(0) = 0$

$X(a) = 0$

และ $Y'' + \mu Y = 0, 0 < y < b$ (6.7.12)

เงื่อนไข $Y(0) = 0$

$Y(b) = 0$

สมการ (6.7.12) มีคำตอบ $Y(y) = A \cos \sqrt{\mu} y + B \sin \sqrt{\mu} y$

โดยใช้เงื่อนไข $Y(0) = 0$ และ $Y(b) = 0$

จะได้ $\mu_n = \frac{n^2 \pi^2}{b^2}, n = 1, 2, 3, \dots$

และ $Y_n(y) = B_n \sin \frac{n\pi y}{b}$

และสมการ (6.7.11) จะได้ $X(x) = C \cos \sqrt{\lambda - \mu} x + D \sin \sqrt{\lambda - \mu} x$

โดยใช้เงื่อนไข $X(0) = X(a) = 0$

จะได้ $\lambda_{m,n} - \mu_n = \frac{m^2 \pi^2}{a^2}$, $m = 1, 2, 3, \dots$

หรือ $\lambda_{m,n} = \left(\frac{m^2}{a^2} + \frac{n^2}{b^2} \right) \pi^2$, $m = 1, 2, 3, \dots$
 $n = 1, 2, 3, \dots$

และ $X_m(x) = D_m \sin \frac{m\pi x}{a}$

ดังนั้น ฟังก์ชันเฉพาะจึงคือ

$$\phi_{m,n}(x, y) = X_m(x) Y_n(y) = E_{m,n} \sin \frac{m\pi x}{a} \sin \frac{n\pi y}{b}$$

และสมการ (6.7.9) มีคำตอบเป็น

$$T_{m,n}(t) = a_{m,n} \cos ct \sqrt{\lambda_{m,n}} + b_{m,n} \sin ct \sqrt{\lambda_{m,n}}$$

ดังนั้นคำตอบ $u(x, y, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} T_{m,n}(t) \phi_{m,n}(x, y)$

$$u(x, y, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} [a_{m,n} \cos ct \sqrt{\lambda_{m,n}} + b_{m,n} \sin ct \sqrt{\lambda_{m,n}}] \phi_{m,n}(x, y)$$

$$\text{จาก I.C } u(x, y, 0) = f(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} a_{m, n} \phi_{m, n}(x, y)$$

$$\text{และ } u_t(x, y, 0) = g(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} b_{m, n} \phi_{m, n}(\varphi, y) \quad (\varphi, y)$$

การหา $a_{m, n}$, $b_{m, n}$ นอกจากจะหาโดยใช้ความรู้เรื่องอนุกรมฟูรีเยร์อาจจะหาได้โดยอาศัยความเป็นออร์โทโกนัลของ $\phi_{m, n}$ เนื่องจาก

$$\int_0^a \sin \frac{m\pi x}{a} \sin \frac{k\pi x}{a} dx = \begin{cases} 0, & m \neq k \\ \frac{a}{2}, & m = k \end{cases}$$

$$\text{และ } \int_0^b \sin \frac{n\pi y}{b} \sin \frac{\ell\pi y}{b} dy = \begin{cases} 0, & n \neq \ell \\ \frac{b}{2}, & n = \ell \end{cases}$$

$$\text{ดังนั้น } \int_D \phi_{m, n}(x, y) \phi_{k, \ell}(x, y) dx dy = \begin{cases} 0 & \text{ถ้า } m \neq k \text{ หรือ } n \neq \ell \\ \frac{ab}{4} & \text{ถ้า } m = k \text{ และ } n = \ell \end{cases}$$

$$\text{จะได้ } a_{m, n} = \frac{4}{ab} \int_0^b \int_0^a f(x, y) \phi_{m, n}(x, y) dx dy$$

$$\text{และ } b_{m, n} = \frac{4}{ab} \int_0^b \int_0^a g(x, y) \phi_{m, n}(x, y) dx dy$$

แบบฝึกหัดที่ 6.4

จงหาคำตอบของปัญหาขอบเขต

1. D.E $u_t = k(u_{xx} + u_{yy})$, $0 < x < a$, $0 < y < b$, $t > 0$

B.C $u(0, y, t) = 0$ $0 < y < b$, $t > 0$

$u_x(a, y, t) = 0$

$u_y(x, 0, t) = 0$ $0 < x < a$, $t > 0$

$u_y(x, b, t) = 0$

I.C $u(x, y, 0) = x + y$, $0 < x < a$, $0 < y < b$

2. D.E $c^2 u_t = u_{xx} + u_{yy}$, $0 < x < a$, $0 < y < b$, $t > 0$

B.C $u_x(0, y, t) = 0$ $0 < y < b$, $t > 0$

$u_x(a, y, t) = 0$

$u(x, 0, t) = 0$ $0 < x < a$, $t > 0$

$u(x, b, t) = 0$

I.C $u(x, y, 0) = f(x, y)$

3. D.E $u_{tt} = c^2(u_{xxt} + u_{yyt})$, $0 < x < a$, $0 < y < b$, $t > 0$

B.C $u(x, 0, t) = 0$

$u(x, b, t) = 0$

$u_x(0, y, t) = 0$

$u_x(a, y, t) = 0$

I.C $u(x, y, 0) = f(x, y)$

$u_t(x, y, 0) = g(x, y)$