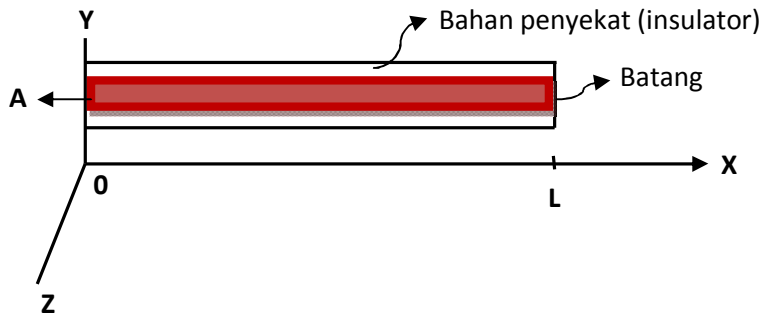


BAB VIII

PERSAMAAN DIFERENSIAL PARSIAL

1. Pendahuluan : Pemodelan Arus Panas Satu Dimensi



Misalkan bila ada batang yang dapat menghantarkan panas. Batang tersebut homogeny dengan panjang L dengan luas potongan melintang A . Batang di balut dengan bahan penyekat (insulator) sehingga tidak ada energy panas penyekat mengalir ke luar dalam arah Y & Z .

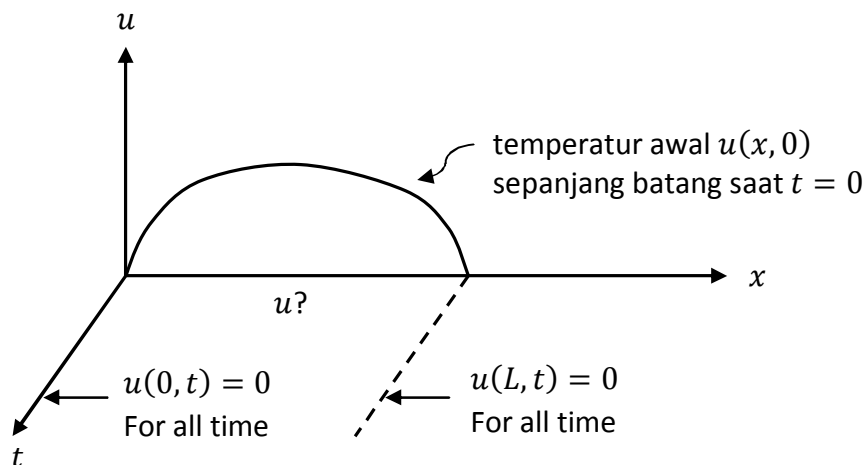
Bila $u(x, t)$ = temperatur batang pada posisi x dan pada waktu t

Temperatur didefinisikan sebagai jumlah energy panas perunit volume.

Asumsikan pada saat $t = 0$, batang mempunyai temperatur awal $u(x, 0)$ pada setiap posisi x . Dan pada ujung-ujung batang dipertahankan pada temperatur tetap yakni

$u(0, t) = u(L, t) = 0$ untuk setiap saat.

Temperatur pada saat $t > 0$,ditunjukkan pada gambar



Membuat Modal Konduksi Panas

$u(x, t)$ = temperatur pada posisi x saat waktu t

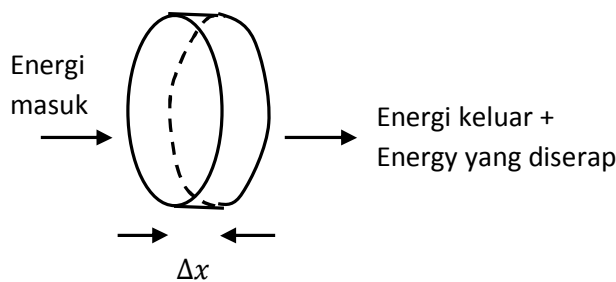
Bila diketahui temperatur awal sepanjang batang, $0 \leq x \leq L; t = 0$.

Bagaimana temperatur pada setiap posisi x bila $t > 0$?

Karena temperatur adalah fungsi dari dua variabel bebas, maka dibutuhkan **persamaan diferensial parsial** untuk mendekati perilakunya.

Perbedaan temperatur sepanjang batang menyebabkan panas mengalir dari daerah yang panas ke dingin. Bila kita definisikan fungsi aliran panas sebagai :

$q(x, t)$ = jumlah energy panas persatu satuan waktu yang mengalir melalui batang pada posisi x , saat waktu t .



Ambil potongan kecil dari batng dengan lebar Δx seperti gambar diatas ; maka :

Energi masuk = $q(x, t)\Delta t$

Energi keluar = $q(x + \Delta x, t + \Delta t)\Delta t$

Energi masuk = Energi keluar + Energy yang diserap

$q(x, t)\Delta t = q(x + \Delta x, t + \Delta t)\Delta t + \text{Energy yang diserap}$

Energi yang diserap adalah proporsional terhadap perubahan temperatur dikali dengan panjang potongan melintang.

Energy yang diserap = $k_1[u(x + \Delta x, t + \Delta t) - u(x, t)]\Delta x$

$q(x, t)\Delta t = q(x + \Delta x, t + \Delta t)\Delta t + k_1[u(x + \Delta x, t + \Delta t) - u(x, t)]\Delta x$

$$\frac{q(x, t)\Delta t - q(x + \Delta x, t + \Delta t)\Delta t}{\Delta x} = \frac{k_1[u(x + \Delta x, t + \Delta t) - u(x, t)]}{\Delta t}$$

Bila $\Delta x \rightarrow 0; \Delta t \rightarrow 0$; maka persamaan di atas menjadi

$$-\frac{\partial q}{\partial x} = k_1 \frac{\partial u}{\partial t} \dots \dots \dots (1)$$

Karena persamaan (1) terdiri dari 2 variabel terikat dan juga 2 variabel bebas x & t , maka perlu dicari hubungan q dan u , karena itu kita gunakan 2 prinsip aliran panas

- Bila ada perbedaan temperatur, panas mengalir dari daerah yang lebih panas ke yang lebih dingin.

- Arus panas adalah proporsional terhadap perubahan temperatur per satuan panjang.

Prinsip diatas secara matematik dapat dinyatakan sebagai :

$$q = -\alpha \frac{\partial u}{\partial x} \dots \dots \dots (2) \quad \left\| \begin{array}{l} \rightarrow \text{persamaan aturan Fourier pada} \\ \text{konduksi panas} \end{array} \right.$$

$\alpha > 0$

Substitusi (2) ke (1) menghasilkan :

$$-\frac{\partial}{\partial x} \left(-\alpha \frac{\partial u}{\partial x} \right) = k_1 \frac{\partial u}{\partial t}$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{1}{k} \frac{\partial u}{\partial t} ; k = \frac{\alpha}{k_1} \dots \dots \dots (3)$$

Persamaan (3) adalah persamaan diferensial dalam bentuk

$$A(x, t)u_{xx} + B(x, t)u_{xt} + C(x, t)u_{tt} + D(x, t)u_x + E(x, t)u_t + F(x, t)u = C_+(x, t) \dots \dots (4)$$

Persamaan (4) disebut Persamaan Diferensial Parsial Linier Orde Kedua.

- Bila $C_+(x, t) \equiv 0$ → homogen
- $C_+(x, t) \neq 0$ → nonhomogen

Resume masalah nilai batas pada model di atas

- Persamaan Dif. Parsial : $u_{xx} = \frac{1}{k} u_t, k > 0, 0 < x < L, t > 0$
- Boundary Condition (kondisi batasan)
 - $u(0, t) = T_1$
 - $u(L, t) = T_2, t > 0$
- Initial condition (nilai awal)
 - $u(x, 0) = f(x), 0 < x < L$

Solusi persamaan panas dengan kondisi batasan homogen.

Kita anggap temperatur batasan adalah homogen

$$T_1 = T_2 = 0$$

Bila fungsi penyelesaian dapat di faktorkan menjadi suatu fungsi x dikali dedngan , maka :

$$u(x, t) = X(x)T(t)$$

Dimana $X(x)$ dan $T(t)$ adalah independent variabel dan X hanya fungsi dari x dan T hanya fungsi dari t .

$$u_t(x, t) = X(x) \frac{dT}{dt} = u(x, t) = XT'$$

$$u_{xx}(x, t) = \frac{d^2 X}{dx^2} T(t) = X'' T$$

$$X'' T = \frac{1}{k} X T'$$

Dengan metoda pemisahan variabel didapatkan :

$$\frac{X''}{X} = \frac{1}{k} \frac{T'}{T} \rightarrow \text{menjadi persamaan diferensial biasa}$$

Agar persamaan tersebut valid untuk $0 < x < L, t > 0$ diperlukan kedua sisi persamaan sama dengan konstant

$$\frac{X''}{X} = \frac{1}{k} \frac{T'}{T} = \text{konstant ; missal konstant} = \sigma$$

$$\text{Maka } X'' - \sigma x = 0$$

1) Bila $\sigma = \lambda^2$ (positive constan)

$$\text{Maka } X'' - \lambda^2 x = 0 ;$$

Dari penyelesaian sebelumnya tentang persamaan diferensial biasa orde 2. Solusi umum menjadi :

$$X'' - \lambda^2 x = 0 \rightarrow x = C_1 e^{\lambda x} + C_2 e^{-\lambda x} \dots \dots \dots (*)$$

Dengan menggunakan kondisi batasan,

$$u(0, T) = 0 \rightarrow X(0)T(t) = 0$$

$$u(L, T) = 0 \rightarrow X(L)T(t) = 0$$

Karena $T(t) \neq 0$; maka $x(0) = 0$ dan $x(L) = 0$ Bila sisubstitusi ke persamaan (*), diperoleh

$$0 = C_1 + C_2 \rightarrow C_2 = -C_1 ; \text{ bila } C_1 \neq 0$$

$$0 = C_1 e^{\lambda L} + C_2 e^{-\lambda L} \rightarrow e^{\lambda L} = e^{-\lambda L} \rightarrow \text{tidak mungkin karena } \lambda \neq 0$$

∴ soluai trivial.

2) Bila $\sigma = \text{zero constant}$.

$$X'' = 0 ; \text{ maka } X = C_3 x + C_4$$

Bila diterapkan kondisi batasan

$$0 = C_4$$

$$0 = C_3 L + C_4$$

Menghasilkan $u(x, t) \equiv 0$ {tidak mungkin}, tidak ada penyelesaian.

3) Negative Konstant = $-\lambda^2$

$$X'' - \lambda^2 x = 0 \rightarrow x = C_5 \cos \lambda x + C_6 \sin \lambda x$$

Dengan menggunakan syarat batas

$$0 = C_5 \cdot 1 + C_6 \cdot 0 \quad \rightarrow C_5 = 0$$

$$0 = C_5 \cos \lambda L + C_6 \sin \lambda L$$

Agar solusi nontrivial, $C_6 \neq 0$ dan $\sin \lambda L = 0$ yang berarti λL adalah pengali bilangan bulat dari π

$$\lambda L = n\pi, \quad n = \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$$

Hal ini menghasilkan $X(x) = C_6 \sin n \frac{n\pi x}{L}$

Karena C_6 konstanta sembarang dan $\sin n \left(\frac{-n\pi x}{L}\right) = -\sin n \frac{n\pi x}{L}$

Kita dapat memilih n hanya untuk bilangan bulat positif

$$\lambda = \frac{n\pi}{L};$$

$$X(x) = C_6 \sin n \frac{n\pi x}{L}; \quad n = 1, 2, 3, \dots (*)$$

Nilai λ = nilai eigen (eigen value)

Fungsi $\sin n \frac{n\pi x}{L}$ disebut fungsi eigen (eigen function)

Kemudian kita menentukan factor $T(t)$ yang terkait dengan fungsi $X(x)$

$$T' + k\lambda^2 T = 0$$

Merupakan PD biasa orde 1; menghasilkan

$$T(t) = C_7 e^{-k\lambda^2 t} = C_7 e^{-k\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t} \dots \dots \dots (**)$$

Dari persamaan (*) & (**)

$$u(x, t) = e^{-k\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t} \cdot \sin n \frac{n\pi x}{L}$$

Dimana $B_n = C_6 C_7$

Dari prinsip superposisi

$$\left\| u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \cdot e^{-k\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t} \cdot \sin n \frac{n\pi x}{L} \right\|$$

Konstanta B_n harus memenuhi persamaan berikut :

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 < x < L$$

$$\left\| \sum_{n=1}^{\infty} B_n \cdot \sin \frac{n \pi x}{L} = f(x) \right\|$$

2. FOURIER SERIES

Deret Fourier merupakan alat yang ampuh untuk mendapatkan penyelesaian analitis dari banyak masalah dalam bidang mekanika terapan, seperti penyelesaian teori elastisitas, getaran, aliran panas, dan lain-lain.

Pada sub-bab sebelumnya kita dapatkan fungsi kondisi awal $u(x, 0)$ terhadap $0 < x < L$; dalam bentuk deret tak hingga

$$\sum_{n=1}^{\infty} B_n \cdot \sin \frac{n \pi x}{L}$$

Yang merupakan fungsi $u(x, 0) = f(x)$. Bagaimana menentukan koefisien B_n dari deret tersebut?

🚩 Koefisien dalam deret Fourier.

Anggap f adalah fungsi yang didefinisikan terhadap interval simetris $-L < x < L$.

Asumsikan bahwa f adalah dinyatakan dalam deret Fourier sbb :

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

Kita ingin menentukan koefisien $a_0, a_1, a_2, \dots, b_1, b_2, \dots$

Dari hasil integral diperoleh :

$$\int_{-L}^L \cos \frac{n \pi x}{L} \cdot \cos \frac{m \pi x}{L} dx = \begin{cases} 0, & m \neq n \\ L, & m = n \end{cases}$$

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

$$\int_{-L}^L \sin \frac{n \pi x}{L} \cdot \sin \frac{m \pi x}{L} dx = \begin{cases} 0, & m \neq n \\ L, & m = n \end{cases}$$

Menghitung a_0

Integrasikan 2 sisi persamaan tersebut (1)

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

Untuk n bilangan bulat positif ; dua integral di sisi kanan sama dengan nol. Oleh karena itu :

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

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

Menghitung a_n

Kalikan persamaan (1) dengan $\frac{m\pi x}{L}$, $m > 0$ dan integralkan hasilnya dengan $-L$ sampai L

$$\begin{aligned} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{m\pi x}{L} dx \\ = \frac{a_0}{2} \int_{-L}^L \cos \frac{m\pi x}{L} dx + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \int_{-L}^L \cos \frac{n\pi x}{L} \cdot \cos \frac{m\pi x}{L} dx + \\ \sum_{n=1}^{\infty} b_n \int_{-L}^L \sin \frac{n\pi x}{L} \cdot \cos \frac{m\pi x}{L} dx \end{aligned}$$

Integral pertama dari sisi kanan dan integral ketiga adalah nol. ; maka diperoleh :

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

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

Perhitungan b_n

Kalikan kedua sisi persamaan (1) dengan $\sin \frac{m\pi x}{L}$, $m > 0$, dan integrasikan hasilnya dari $-L$ sampai L

$$\int_{-L}^L f(x) \sin \frac{m\pi x}{L} dx = \frac{a_0}{2} \int_{-L}^L \sin \frac{m\pi x}{L} dx + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \int_{-L}^L \cos \frac{n\pi x}{L} \cdot \sin \frac{m\pi x}{L} dx + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \int_{-L}^L \sin \frac{n\pi x}{L} \cdot \sin \frac{m\pi x}{L} dx$$

Integral pertama dan kedua sisi kanan sama dengan nol,

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

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

Resume Deret Fourier

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

Dimana :

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

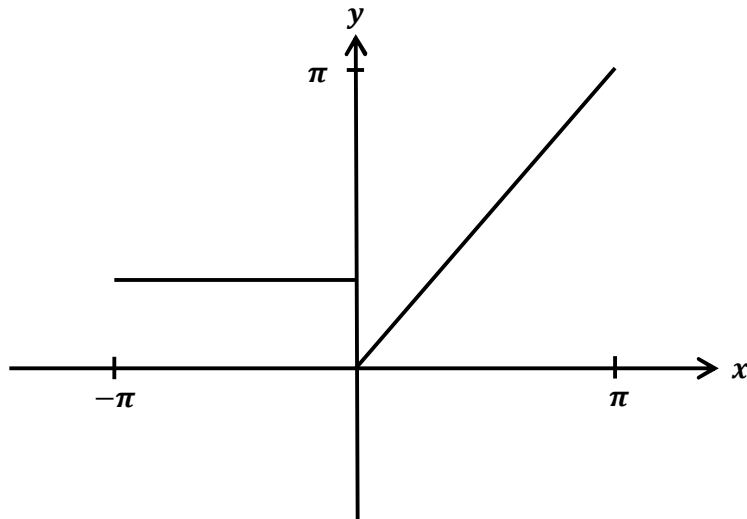
$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx$$

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

Contoh :

Carilah deret fourier fungsiberikut :

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



$$L = \pi$$

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} dx$$

$$= 1 + \frac{\pi}{2}$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 \cos nx dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos nx dx$$

$$= \frac{1}{n\pi} \sin nx \Big|_{-\pi}^0 + \frac{1}{\pi} \left[\frac{x}{n} \sin nx \right]_0^{\pi} - \frac{1}{n\pi} \int_0^{\pi} \sin nx dx$$

$$= \frac{1}{\pi n^2} \cos nx \Big|_0^{\pi} = \frac{1}{\pi n^2} (\cos n\pi - 1) = \frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2}$$

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

$$= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 \sin nx dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} x \sin nx dx$$

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

Maka :

$$\left\| f(x) = \frac{1}{2} + \frac{\pi}{4} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2} \cos nx + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n (1 - \pi) - 1}{\pi n} \sin nx \right\|$$

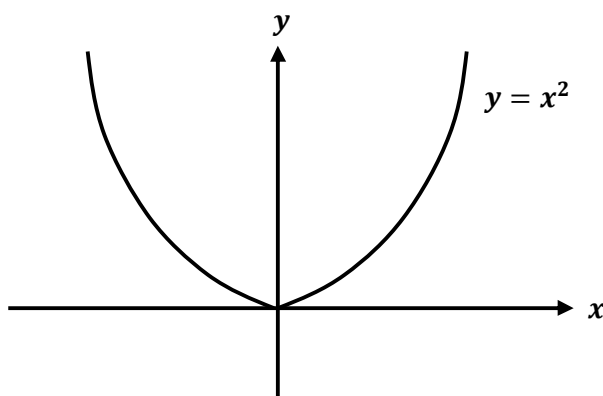
Fungsi Genap dan Gasal/Ganjil

Suatu fungsi dikatakan fungsi genap bila

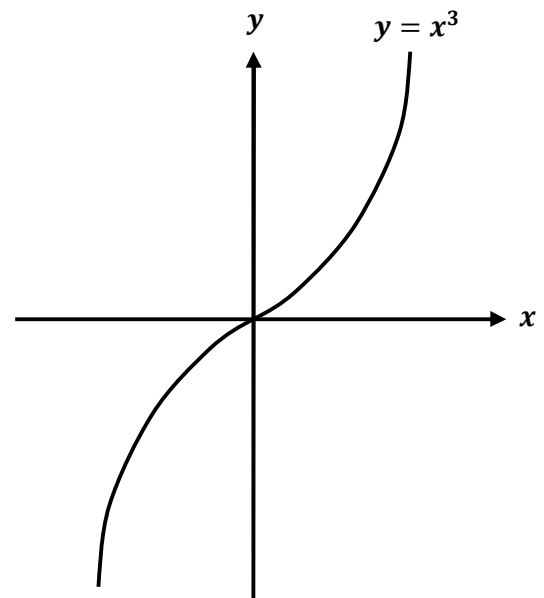
$$g(-x) = g(x)$$

Dan dikatakan fungsi ganjil bila

$$g(-x) = -g(x)$$



Fungsi genap → simetris terhadap sumbu y



Fungsi Gasal

Karena $\cos(-x) = \cos x$ → fungsi genap

$\sin(-x) = -\sin x$ → fungsi gasal

Fungsi genap → $\int_{-L}^L g(x) dx = 2 \int_0^L g(x) dx$

Fungsi gasal → $\int_{-L}^L g(x) dx = 0$

Extensi fungsi genap : Deret Fourier Cosinus

Bila fungsi $y = f(x)$ ditentukan untuk interval $0 < x < L$.

Kita definisikan fungsi extensi dari f :

$$f(-x) = f(x) \quad \rightarrow -L < x < L$$

Maka kita dapatkan koefisien fourier.

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

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L \underbrace{f(x) \cos \frac{n\pi x}{L}}_{\text{genap}} dx = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L \underbrace{f(x) \sin \frac{n\pi x}{L}}_{\text{ganjil}} dx = 0$$

Sehingga deret fourier menjadi

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{L} \quad \left. \vphantom{\sum} \right\} \text{Disebut sebagai deret fourier cosinus}$$

Dimana

$$a_0 = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) dx$$

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

Extensi fungsi ganjil : Deret Fourier Sinus

Karena fungsi ganjil $\rightarrow f(-x) = -f(x) \quad \rightarrow -L < x < L$

Sehingga coefisient fourier

$$a_0 = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) dx = 0$$

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L \underbrace{f(x) \cos \frac{n\pi x}{L}}_{\text{ganjil}} dx = 0$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L \underbrace{f(x) \sin n \frac{n\pi x}{L}}_{\text{genap}} dx = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin n \frac{n\pi x}{L} dx$$

Sehingga deret fourier menjadi

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

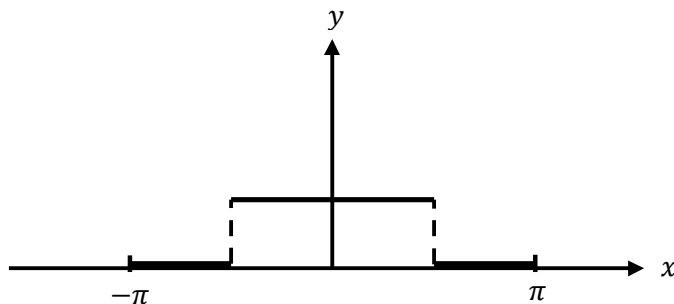
Dimana

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

Contoh : Tentukan deret fourier cosinus dari fungsi :

$$f(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < \pi/2 \\ 0, & \pi/2 < x < \pi \end{cases} \dots \dots \dots (*)$$

Solusi : untuk deret Fourier cosinus kita pilih ekstensi fungsi genap f pada interval $-\pi < x < \pi$



$$a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi/2} dx = \frac{2x}{\pi} \Big|_0^{\pi/2} = 1$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos \frac{n\pi x}{\pi} dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi/2} \cos nx dx$$

$$= \frac{2}{\pi} \sin n \frac{n\pi}{2}$$

Oleh karena itu :

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

Contoh :

Nyatakan fungsi (*) diatas dalam bentuk

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

Solusi :

Karena fungsi diatas merupakan deret fourier sinus , maka kita pilih fungsi extensi gasal.

$$B_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin \frac{n\pi x}{\pi} dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi/2} \sin nx dx$$

$$= -\frac{2}{n\pi} \cos nx \Big|_0^{\pi/2} = \frac{2}{n\pi} \left(1 - \cos \frac{n\pi}{2}\right)$$

Maka

$$\left\| f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2}{n\pi} \left(1 - \cos \frac{n\pi}{2}\right) \sin nx \right\|$$

✚ Contoh soal tentang persamaan panas

PDE : $U_{xx} = U_t$, $0 < x < 1$, $t > 0$ (1)

BC : $u(0, t) = u(1, t) = 0$ (2)

IC : $u(x, 0) = \begin{cases} 1, & 0 < x \\ 0, & \pi/2 < x < \pi \end{cases}$ (3)

Solusi :

Langkah 1 : substitusi $u = XT$ ke persamaan (1), maka

$$\frac{X''}{X} = \text{konstant} \dots \dots \dots (4)$$

$$\frac{T'}{T} = \text{konstant yang sama} \dots \dots \dots (5)$$

Interpretasi kondisi batas (2) dalam bentuk XT

$$u(0, t) = X(0)T(t) = 0$$

Dan

$$u(1, t) = X(1)T(t) = 0$$

Untuk solusi non-trivial, kita memiliki hubungan :

$$X(0) = 0 \text{ dan } X(1) = 0 \dots \dots \dots (6)$$

Langkah 2 :

Terdapat 3 kasus untuk menyelesaikan pers (4), yaitu

Konstan : positif, nol, negatif.

Sebagaimana solusi sebelumnya, bila nilai konstan adalah positif dan nol → maka tidak ada solusi ; karena itu kita pilih konstan → negatif , $(-\lambda^2)$

$$X = C_1 \cos \lambda x + C_2 \sin \lambda x \dots \dots \dots (7)$$

Dengan memasukkan kondisi batas pada pers (6) kita dapat menghitung nilai konstant dan menentukan nilai eigen ; sbb :

$$0 = C_1 \text{ dan } 0 = C_2 \sin \lambda x , C_2 \neq 0$$

↓

Agar terpenuhi λ harus kelipatan bulat dari π

$$\lambda = n\pi ; n = 1, 2, 3, \dots \dots \dots$$

Karena $C_1 = 0$ maka pers (7) menjadi

$$X(x) = C_2 \sin n\pi x$$

Langkah 3 : Selesaikan persamaan diferensial biasa tingkat 1.

$$\frac{T'}{T} = -\lambda^2 = -n^2\pi^2$$

Dengan integral diperoleh

$$T(t) = C_3 e^{-n^2\pi^2 t}$$

Sehingga, untuk setiap n bilangan bulat positif kita peroleh

$$U_n(x, t) = XT = B_n \cdot e^{-n^2\pi^2 t} \sin n\pi x$$

Dimana $B_n = C_2 C_3$

Langkah 4 : Dengan prinsip superposisi untuk deret tak hingga

$$U(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n e^{-n^2\pi^2 t} \sin n\pi x$$

Dengan batasan pers (2).

Langkah 5 : Tentukan nilai B_n adalah koefisien deret fourier sinus untuk fungsi

$$u(x, 0)$$

$$B_n = \frac{2}{1} \int_0^{0.5} \sin n\pi x \, dx$$

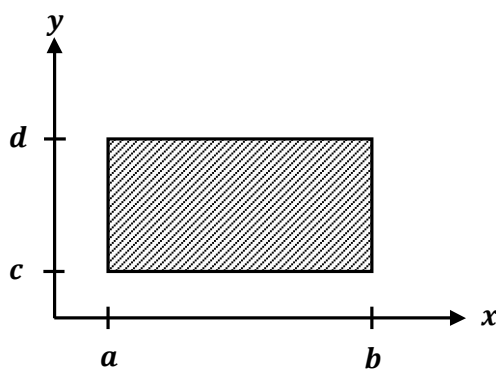
$$= \frac{2}{n\pi} \cos n\pi x \Big|_0^{0.5} = \frac{2}{n\pi} \left(1 - \cos \frac{n\pi}{2}\right)$$

Sehingga penyelesaian persamaan panas satu dimensi adalah

$$\| U(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2}{n\pi} \cos n\pi x \Big|_0^{0.5} = \frac{2}{n\pi} \left(1 - \cos \frac{n\pi}{2}\right) e^{-n^2\pi^2 t} \sin n\pi x \quad \|$$

Persamaan Laplace dan Temperatur Keadaan Tetap (Steady-state)

Bila pelat 2 dimensi persegi panjang sbb :



Bila kita asumsikan bagian atas dan bawah pelat benar-benar terisolasi, sehingga panas hanya bisa merambat pada arah x dan y . karena posisi x dan y berubah terhadap waktu t , maka

$$U = u(x, y, t)$$

bila k = difusi panas dari material/plat tersebut, maka

Persamaan dua dimensi panas sbb:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{1}{k} \frac{\partial u}{\partial t}$$

Penjumlahan dari 2 turunan parsial kedua dinamakan Laplacian dari fungsi tsb yang disimbolkan dengan :

$$\nabla^2 u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \quad ; \quad \nabla^2 = \text{del squared } u$$

$$\nabla^2 u = \frac{1}{k} u_t$$

Bila dalam kondisi *steady-state*, maka temperature hanya fungsi dari x dan y saja. Sehingga

$$\nabla^2 u = 0 \text{ atau } U_{xx} + U_{yy} = 0 \dots \dots \dots (1)$$

Persamaan (1) ini disebut PERSAMAAN LAPLACE

Dalam bidang teknik sipil, persamaan laplace banyak dipakai dalam teori elastisitas

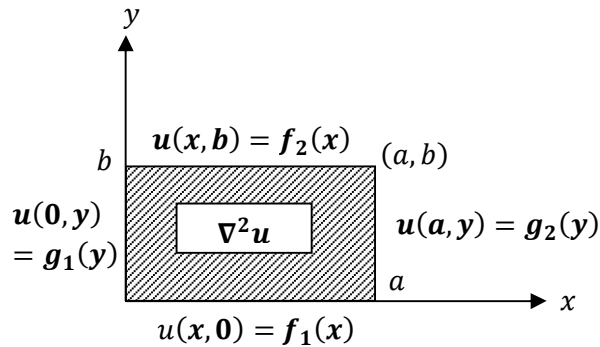
Kondisi Batas

Dalam kasus *steady-state* , bila persamaan laplace ditentukan berdasarkan nilai kondisi batas dinamakan dengan *Dirichlet Problem*.

PDE : $U_{xx} + U_{yy} = 0$

BC : $u(x, 0) = f_1(x)$, $u(x, b) = f_2(x)$, $0 < x < a$

$u(0, y) = g_1(y)$, $u(a, y) = g_2(y)$, $0 < y < b$



Solusi Dirichlet Problem

$u(x, 0) = u(0, y) = u(x, b) = 0$ dan $u(a, y) = g_2(x)$ (2)

$U(x, y) = X(x)Y(y)$ (3)

Substitusi (3) ke pers. Laplace

$$\frac{X''}{X} = -\frac{Y''}{Y} = \lambda$$

$$X'' - \lambda X = 0$$

$$Y'' - \lambda Y = 0$$

Untuk kondisi batas homogeny

$$X(0) = 0$$

$$Y(0) = Y(b) = 0$$

Selanjutnya perhitungan dilakukan dengan langkah berikut :

1) Eigen Value

$$\lambda = \left(\frac{n\pi}{b}\right)^2 ; n = 1, 2, 3, \dots$$

fungsi eigen yang bersesuaian dan memenuhi kondisi batas

$$Y_n = \sin n \frac{n\pi y}{b}$$

2) Untuk setiap λ

$$X_n(x) = A_n \cosh \frac{n\pi x}{b} + B_n \sinh \frac{n\pi x}{b}$$

Karena $A_n = 0$

$$X_n(x) = B_n \sinh \frac{n\pi x}{b}$$

3) Dengan prinsip superposisi

$$U(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sinh \frac{n\pi x}{b} \sinh \frac{n\pi y}{b}$$

4) Menentukan Koefisien B_n

$$U(a, y) = \sum_{n=1}^{\infty} \underbrace{B_n \sinh \frac{n\pi a}{b}}_{\text{Koefisien deret fourier}} \sinh \frac{n\pi y}{b} = g_2(y)$$

Koefisien deret fourier

$$B_n \sinh \frac{n\pi a}{b} = \frac{2}{b} \int_0^b g_2(y) \sinh \frac{n\pi y}{b} dy$$