

Bentuk umum PD Bessel : $x^2 y'' + xy' + (x^2 - v^2)y = 0$ (1)

Kita asumsikan bahwa parameter v dalam (1) adalah bilangan riil dan tak negatif.

Penyelesaian PD mempunyai bentuk :

$y(x) = x^r \sum_{m=0}^{\infty} a_m x^m = \sum_{m=0}^{\infty} a_m x^{m+r}$ (2)

dengan syarat $a_0 \neq 0$. Sehingga :

$y'(x) = \sum_{m=0}^{\infty} (m+r) a_m x^{m+r-1} = x^{r-1} \sum_{m=0}^{\infty} (m+r) a_m x^m$ (3)

$y''(x) = \sum_{m=0}^{\infty} (m+r)(m+r+1) a_m x^{m+r-2} = x^{r-2} \sum_{m=0}^{\infty} (m+r)(m+r+1) a_m x^m$ (4)

PD nya menjadi :

$x^2 [x^{r-2} \sum_{m=0}^{\infty} (m+r)(m+r+1) a_m x^m] + x [x^{r-1} \sum_{m=0}^{\infty} (m+r) a_m x^m] + (x^2 - v^2) [x^r \sum_{m=0}^{\infty} a_m x^m] = 0$

atau,

$\sum_{m=0}^{\infty} (m+r)(m+r+1) a_m x^{m+r} + \sum_{m=0}^{\infty} (m+r) a_m x^{m+r} + \sum_{m=0}^{\infty} a_m x^{m+r+2} - v^2 \sum_{m=0}^{\infty} a_m x^{m+r} = 0$ (5)

Jika x tidak selalu nol, maka yang pasti =0 adalah koefisien-koefisien dari x^{r+s} dengan $m=s$ dalam jumlah pertama, kedua dan keempat, dan dengan $m=s-2$ pada jumlah yang ketiga. Sehingga dapat dijabarkan sebagai berikut :

Koefisien x^r : $(r-1)r a_0 + r a_0 - v^2 a_0 = 0$

$(r^2 - r + r - v^2) a_0 = 0$

$(r^2 - v^2) a_0 = 0 ; a_0 \neq 0$

Persamaan indicial : $r^2 - v^2 = 0 ; r_{1,2} = \pm v$ (6)

Koefisien x^{r+1} : $r(r+1)a_1 + (r+1)a_1 - v^2 a_1 = 0$

$(r^2 + r + r + 1 - v^2) a_1 = 0$

$(2r+1+r^2 - v^2) a_1 = 0$

$(2r+1) a_1 = 0 ; (2r+1) \text{ tidak selalu } 0$

$a_1 = 0$

Koefisien x^{r+s} : $(s+r-1)(s+r)a_s + (s+r)a_s + a_{s-2} - v^2 a_s = 0$

$$[(s+r)(s+r-1+1) - v^2]a_s = -a_{s-2}$$

$$[(s+r)^2 - v^2]a_s = -a_{s-2}$$

$$a_s = -\frac{a_{s-2}}{(s+r)^2 - v^2} \dots \dots \dots (7)$$

Untuk $r = v$:

$$a_s = -\frac{a_{s-2}}{(s+r)^2 - v^2} = -\frac{a_{s-2}}{s^2 + 2sv + v^2 - v^2} = -\frac{a_{s-2}}{s(s+2v)}$$

$$s = 2 \rightarrow a_2 = -\frac{a_0}{2(2+2v)} = -\frac{a_0}{4(1+v)}$$

$$s = 3 \rightarrow a_3 = -\frac{a_1}{3(3+2v)} = 0$$

$$s = 4 \rightarrow a_4 = -\frac{a_2}{4(4+2v)} = \frac{a_0}{2.4(2+v).4(1+v)}$$

Karena $a_1 = 0$; $v \geq 0$, maka untuk s ganjil $a_s = 0$ dan s genap $= 2m$; $m = 1, 2, 3, \dots$.

$$a_{2m} = -\frac{1}{2m(2v+2m)} a_{2m-2} = -\frac{1}{2^2 m(v+m)} a_{2m-2}$$

Karena a_0 sebarang dan $a_0 \neq 0$, maka bisa dipilih $a_0 = \frac{1}{2^v \Gamma(v+1)}$

dimana $\Gamma(v+1)$ adalah fungsi gamma. Untuk keperluan di sini cukup ketahui bahwa $\Gamma(\alpha)$ didefinisikan oleh integral

$$\Gamma(\alpha) = \int_0^\infty e^{-t} t^{\alpha-1} dt \quad (\alpha \geq 0)$$

Dengan integrasi parsial diperoleh

$$\Gamma(\alpha + 1) = \int_0^\infty e^{-t} t^\alpha dt = -e^{-t} t^\alpha \Big|_0^\infty + \alpha \int_0^\infty e^{-t} t^{\alpha-1} dt$$

Pernyataan pertama di ruas kanan adalah nol dan integral di ruas kanan adalah $\Gamma(\alpha)$. Ini menghasilkan hubungan dasar

$$\Gamma(\alpha + 1) = \alpha \Gamma(\alpha)$$

Karena

$$\Gamma(1) = \int_0^\infty e^{-t} dt = 1.$$

$$\text{Dengan } \Gamma(v+1) = v\Gamma(v) = v! \dots \dots \dots (8)$$

untuk $v = 0, 1, 2, 3, \dots$ sehingga :

$$m = 1 \rightarrow a_2 = -\frac{a_0}{2(2v+2)} = -\frac{1}{2^2(v+1)} \frac{1}{2^v \Gamma(v+1)}$$

$$= \frac{-1}{2^{v+2}(v+1)\Gamma(v+1)} = \frac{-1}{2^{v+2}\Gamma(v+2)} = \frac{1}{1!2^{v+2}\Gamma(v+2)}$$

$$m = 2 \rightarrow a_4 = -\frac{a_2}{2^2 2(v+2)} = -\frac{1}{2 \cdot 2^2(v+2)} \frac{-1}{2^{v+2}\Gamma(v+2)}$$

$$= \frac{1}{2^{v+4} 2 \Gamma(v+3)} = \frac{1}{2! 2^{v+4} \Gamma(v+3)}$$

$$m = 3 \rightarrow a_6 = -\frac{a_4}{2^2 3(v+2)} = -\frac{1}{3 \cdot 2^2(v+2)} \frac{1}{2! 2^{v+4} \Gamma(v+3)}$$

$$m = m \rightarrow a_{2m} = (-1)^m \frac{1}{m! 2^{v+2m} \Gamma(v+m+1)}$$

y=

$$\sum_{m=0}^{\infty} (-1)^m \frac{1}{m! 2^{v+2m} \Gamma(v+m+1)} x^{v+2m} \dots \dots \dots (9)$$

Fungsi y yang merupakan penyelesaian PD berbentuk deret tak hingga ini disebut Fungsi Bessel Jenis Pertama orde v dan dinotasikan dengan $J_v(x)$

Jadi $J_v(x) = \sum_{m=0}^{\infty} (-1)^m \frac{1}{m! 2^{v+2m} \Gamma(v+m+1)} x^{v+2m}$

$$J_v(x) = x^v \sum_{m=0}^{\infty} (-1)^m \frac{1}{m! 2^{v+2m} \Gamma(v+m+1)} x^{2m} \dots \dots \dots (10)$$

Nilai bilangan bulat v biasanya dinyatakan dengan n . Jadi untuk $n \geq 0$,

$$J_n(x) = x^n \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m x^{2m}}{2^{2m+n} m!(n+m)!} \dots \dots \dots (11)$$

Untuk akar indical yang lain yaitu $r = -v$;

$$J_{-v}(x) = \sum_{m=0}^{\infty} (-1)^m \frac{1}{m! 2^{v+2m} \Gamma(-v+m+1)} x^{-v+2m} \dots \dots \dots (12)$$

Karena persamaan bessel memuat v^2 , maka fungsi J_v dan J_{-v} merupakan penyelesaian-penyelesaian dari persamaan bessel untuk v yang sama. Bila v bukan bilangan bulat, maka J_v dan J_{-v} adalah bebas linier karena suku pertama di (10) dan (12) berturut-turut adalah kelipatan hingga yang tak nol dari x^v dan x^{-v} .

TEOREMA 1 (PU Persamaan Bessel)

Bila ν bukan bilangan bulat, maka penyelesaian umum persamaan Bessel untuk setiap $x \neq 0$ adalah:

$$y(x) = c_1 j_\nu(x) + c_2 j_{-\nu}(x) \dots\dots\dots(13)$$

Tetapi apabila ν suatu bilangan bukat maka (11) bukan penyelesaian umum.

Teorema 2 (Kebergantungan linear fungsi-fungsi Bessel j_n dan j_{-n})

Untuk bilangan bulat $\nu = n$, fungsi-fungsi Bessel $j_n(x)$ dan $j_{-n}(x)$ adalah begantung linear karena

$$J_{-n}(x) = (-1)^n j_n(x) \dots\dots\dots(14)$$

dengan $(n=1,2, \dots)$

Bukti. Kita gunakan (12) dan misalkan ν mendekati suatu bilangan bulat n yang positif. Maka fungsi Gamma dalam koefesien-koefesien dari suku n yang pertama menjadi tak hingga (lihat Gambar 545 dilampiran 3). Jadi koefesien-koefesien ini menjadi nol dan penjumlahan mulai dari $m=n$. Karena untuk kasus ini $\Gamma(m - n + 1) = (m - n)!$ [lihat (8)] maka kita peroleh

$$J_{-n}(x) = \sum_{m=n}^{\infty} \frac{(-1)^m x^{2m-n}}{2^{2m-n} m! (m-n)!} = \sum_{s=0}^{\infty} \frac{(-1)^{n+s} x^{2s+n}}{2^{2s+n} (n+s)! s!}$$

dimana $m = n+s$ dan $s = m-n$.

Dari (11) terlihat bahwa deret terakhir menyatakan $(-1)^n j_n(x)$. Dengan demikian bukti telah lengkap.

Penyelesaian umum persamaan Bessel untuk bilangan bulat $\nu = n$ akan diperoleh dalam pasal berikutnya. Nilai numerik untuk j_0 dan j_1 dicakup dalam lampiran4.

CONTOH 1. KABEL ATAU RANTAI BERGETAR [GAMBAR 85]

Fungsi Bessel diterapkan pada hal-hal yang berhubungan dengan apa yang disebut persamaan gelombang. Penerapan pada getaran kabel (atau rantai) fleksibel bergantung yang terjepit pada ujung atasnya ($x=0$ dalam gambar 85 hal 199) dan dapat melakukan getaran kecil dalam bidang vertikal.

Angkal L = panjang kabel, ρ = konstanta berat jenisnya (massa/satuan panjang)

Maka berat bagian kabel yang dibawah titik x adalah $W(x) = \rho g(L-x)$

Dengan mengasumsikan sudut α kecil pada pergeseran, kita dapat memandang $W(x)$ hamper sama dengan gaya tarik yang berkerja secara garis singgung (tangensial) pada kabel yang bergerak. Komponen horizontal gaya tarik ini memberikan gaya pemulih keseimbangan yaitu $F(x) = W \sin \alpha \approx W \tan \alpha = Wu_x$, dimana $u_x = \partial u / \partial x$ dan $u(x,t)$ merupakan pergeseran kabel dari posisi keseimbangan vertikalnya, dan t menyatakan waktu. Dengan demikian, untuk bagian kecil kabel diantara x dan $x+\Delta x$, perbedaan gayanya adalah (menurut teo. Kalkulus tentang nilai rata-rata)

$$F(x+\Delta x) - F(x) = \Delta x (Wu_x)_x$$

Menurut hukum Newton II. Selisih gaya ini sama dengan masa $\rho \Delta x$ kali percepatan $u_{tt} = \partial^2 u / \partial t^2$ dari bagian kecil ini:

$$\rho \Delta x u_{tt} = \Delta x (Wu_x)_x = \Delta x \rho g[(L-x) u_x]_x$$

Dengan mengharapkan gerakan periodik terhadap waktu, kita coba $u(x,t) = y(x) \cos(\omega t + \delta)$ diubtitusikan kepersamaan tersebut dan dibagi dengan $\rho \Delta x$, kita peroleh

$$-\omega^2 y \cos(\omega t + \delta) = g[(L-x)y']' \cos(\omega t + \delta)$$

Dengan menggunakan factor cosines, untuk melakukan diferensiasi dan mengumpulkn suku-suku, kita peroleh

$$(L-x) y'' - y' + \lambda^2 y = 0 \quad \lambda^2 = \omega^2 / g$$

Dengan menetapkan $L - x = z$, kita peroleh $dx = - dz$ dan melalui aturan rantai

$$z \frac{d^2 y}{dz^2} + \frac{dy}{dz} + \lambda^2 y = 0$$

Satu-satunya langkah manipulasi adalah dengan menunjukkan bahwa persamaan ini dapat disusun dalam bentuk persamaan Bessel dengan parameter $\nu=0$. Subtitusi yang akan berlaku adalah

$s = 2 \lambda z^{1/2}$. Maka melalui aturan rantai

$$\frac{dy}{dz} = \frac{dy}{ds} \lambda z^{1/2} \qquad \frac{d^2 y}{dz^2} = \frac{d^2 y}{ds^2} \lambda^2 z^{-1} - \frac{1}{2} \frac{dy}{ds} \lambda^2 z^{-3/2}$$

Subtitusikan menghasilkan

$$\lambda^2 \frac{d^2 y}{ds^2} + \left(-\frac{1}{2} \lambda^2 z^{-\frac{1}{2}} + \lambda^2 z^{-\frac{1}{2}}\right) \frac{dy}{ds} + \lambda^2 y = 0$$

Dibagi dengan λ^2 dan mengingat bahwa $s = 2 \lambda z^{1/2}$, akhirnya kita peroleh

$$\frac{d^2 y}{ds^2} + \frac{1}{s} \frac{dy}{ds} + y = 0$$

Ini merupakan persamaan Bessel dengan parameter $\nu=0$. Karena $s = 2 \lambda z^{1/2} = \left(\frac{2\omega}{\sqrt{g}}\right)\sqrt{(L-x)}$ maka penyelesaiannya adalah

$$y(x) = J_0(2 \omega \sqrt{(L-x)/g})$$

Karena ujung sebelah atas ($x=0$) kabel terjepit, maka $y(0) = J_0(2 \omega \sqrt{L/g}) = 0$

Dengan demikian frekuensi yang mungkin ($2\omega/2\pi$) dari kabel yang bergetar adalah resonansi $s = (2 \omega \sqrt{L/g})$ dari J_0 bernilai nol (lihat gambar 86 pada himpunan soal) atau superposisi sejenis "mode normal"

Hasil Percobaan.

Suatu kabel dengan $L = 24.0, 24.5, 24.0, 24.0, 24.0$ getaran per menit, dengan demikian rata-ratanya adalah 24.1. Dari $2 \omega \sqrt{L/g} = 2.405$ (nol pertama dari J_0 ; lihat table A2 pada lampiran 4) kita hitung frekuensi

$$\frac{\omega}{2\pi} = \frac{2.405}{2 \cdot 2\pi \sqrt{L/g}} = \frac{2.405}{4\pi \sqrt{2.28/9.80}} = 0.397 \text{ [sec}^{-1}\text{]}$$

Yaitu $0.397 (60) = 23.8$ getaran per menit. Galatnya adalah 1.3%

Sumber Pustaka

Kreyszig, Erwin. "Advanced Engineering Mathematics". 6th Edition 1993. United States : John Wiley & Sons, Inc