

14/1/20

### Juvlon Bessel

Δ.Ε. Bessel:  $x^2 y'' + xy' + (x^2 - n^2)y = 0$  (\*)

Συμπίπτων με τη μέθοδο Frobenius έχουμε ότι:

$$y = \sum_{k=0}^{\infty} c_k x^{k+\beta} = c_0 x^\beta + c_1 x^{1+\beta} + c_2 x^{2+\beta} + \dots$$

$$\text{Τότε } y' = \sum_{k=0}^{\infty} c_k (k+\beta) x^{k+\beta-1}$$

$$y'' = \sum_{k=0}^{\infty} c_k (k+\beta)(k+\beta-1) x^{k+\beta-2}$$

$$x^2 y = \sum_{k=0}^{\infty} c_k x^{k+\beta} = \sum_{k=2}^{\infty} c_{k-2} x^{k+\beta}$$

Αντικαθιστώ στη Δ.Ε. Bessel κ' τελικά έχω:

$$\sum_{k=0}^{\infty} c_k (k+\beta)(k+\beta-1) x^{k+\beta} + \sum_{k=0}^{\infty} c_k (k+\beta) x^{k+\beta} + \sum_{k=0}^{\infty} c_{k-2} x^{k+\beta} + \sum_{k=0}^{\infty} c_k (-n^2) x^{k+\beta} = 0$$

Ανλοιοθί  $c_k [(k+\beta)(k+\beta-1) + (k+\beta) - n^2] + c_{k-2} = 0$

$\Rightarrow c_k [(k+\beta)(k+\beta+1-1) - n^2] + c_{k-2} = 0$

$\Rightarrow c_k [(k+\beta)^2 - n^2] + c_{k-2} = 0$

Υποθ. ότι η λύση είναι  $y = \sum_{k=0}^{\infty} c_k x^{k+\beta}$

α) Θεωρούμε ότι οι αλφνρτικοί δείκτες μηδενίζονται,  $c_2 = c_{-1} = 0$

β) Για  $k=0$ :  $c_0 [\beta^2 - n^2] + c_{-2} = 0 \Rightarrow c_0 [\beta^2 - n^2] = 0$

$\Rightarrow \beta = \pm n$  (2 περιπτώσεις)

γ) Για  $k=1$ :  $c_1 [(1+\beta)^2 - n^2] = 0 \Rightarrow c_1 = 0$

δ) τη περίπτωση ( $\beta = n$ ) τότε  $c_1 = 0$ ,  $c_2 = -\frac{c_0}{4(n+1)}$

$c_3 = 0$ ,  $c_4 = \frac{-c_2}{4(2n+4)} = \frac{c_0}{24(2n+2)(2n+4)}$

Τελικοί  $y(x) = c_0 x^n + c_2 x^{n+2} + c_4 x^{n+4} + \dots$   
 $= c_0 x^n - \frac{c_0}{4(n+1)} x^{n+2} + \frac{c_0}{2 \cdot 4 \cdot (2n+2)(2n+4)} x^{n+4} + \dots$

Όμοια για την περίπτωση  $\beta = -n$ , βρίσκουμε:

$$J_n(x) = y_1(x) = c_0 x^n \left[ 1 - \frac{x^2}{2(2n+2)} + \frac{x^4}{2 \cdot 4 \cdot (2n+2)(2n+4)} + \dots \right]$$

$$Y_n(x) = y_2(x) = c_0 x^n \left[ \dots \right] \quad (\beta = n) \quad (\beta = -n)$$

Παρατήρηση: Η αναλυτική λύση της ΔΕ. Bessel (\*) είναι ο γραμμ. συνδυασμός των δύο λύσεων:

$$y(x) = c_1 J_n(x) + c_2 Y_n(x)$$

$J_n(x)$  η συνλση Bessel 1ου είδους, βαθμιαί  $n$

$Y_n(x)$  η συνλση Bessel 2ου είδους, βαθμιαί  $n$

Χρησιμοποιώντας τη συνλση  $\Gamma(x)$  μπορούμε να γράψουμε:

$$J_n(x) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \cdot \left(\frac{x}{2}\right)^{2r+n}}{\Gamma(n+1) \cdot \Gamma(n+r+1)} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \cdot \left(\frac{x}{2}\right)^{2r+n}}{r! \cdot (r+n)!}$$

$r$ : θετικός ακέραιος

### Ιδιότητες:

1) Γεννήτρια συνάρτηση  
Η συνάρτηση  $e^{\frac{x}{2}(t - \frac{1}{t})} = \int_{-\infty}^{+\infty} J_n(x) \cdot t^n$  είναι η γεννήτρια συνάρτηση των συναρτήσεων Bessel του είδους

**ΟΡΙΣΜΟΣ:** Οι συναρτήσεις Bessel του είδους  $J_n(x)$  μπορούν να οριστούν ως συντελεστές του  $t^n$  στο ανάπτυγμα της συνάρτησης  $e^{\frac{x}{2}(t - \frac{1}{t})}$  σε σειρά. Τότε η  $e^{\frac{x}{2}(t - \frac{1}{t})}$  καλείται γεννήτρια συνάρτηση της  $J_n(x)$ .

### Απόδ.:

$$e^{\frac{x}{2}(t - \frac{1}{t})} = e^{\frac{xt}{2} - \frac{x}{2t}} = e^{\frac{xt}{2}} \cdot e^{-\frac{x}{2t}} =$$

$$= \sum_{l=0}^{\infty} \frac{(\frac{xt}{2})^l}{l!} \cdot \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-\frac{x}{2t})^m}{m!}$$

$$= \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(\frac{xt}{2})^l \cdot (-\frac{x}{2t})^m}{l! \cdot m!}$$

$$= \sum_{l,m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \cdot (\frac{x}{2})^l \cdot t^l \cdot (\frac{x}{2})^m \cdot t^{-m}}{l! \cdot m!}$$

$$= \sum_{l,m} \frac{(-1)^m \cdot (\frac{x}{2})^{l+m} \cdot t^{l-m}}{l! \cdot m!}$$

Θέτουμε

$$n = l - m$$

$$\Rightarrow l = n + m$$

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \cdot (\frac{x}{2})^{n+2m} \cdot t^n}{(n+m)! \cdot m!} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left( \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \cdot (\frac{x}{2})^{2m+n}}{m! \cdot (n+m)!} \right) t^n$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} J_n(x) \cdot t^n$$

Γεννήτρια συνάρτηση:

$$e^{\frac{x}{2}(t - \frac{1}{t})} = \int_{-\infty}^{\infty} J_n(x) \cdot t^n$$

## 2) Αναδρομικοί τύποι:

$$1) J_{n+1}(x) = \frac{2n}{x} J_n(x) - J_{n-1}(x)$$

$$2) J_n'(x) = \frac{1}{2} [J_{n-1}(x) - J_{n+1}(x)]$$

$$3) [x^n \cdot J_n(x)]' = x^n \cdot J_{n-1}(x)$$

$$4) [x^{-n} \cdot J_n(x)]' = -x^{-n} \cdot J_n(x)$$

## Αναλυτική Συνέκλιση

$$J_{-n}(x) = (-1)^n \cdot J_n(x)$$

## Συνάρτηση Bessel 2ου είδους, τάξης n

$$Y_n(x) = \begin{cases} \frac{J_n(x) \cos(n\pi) - J_{-n}(x)}{\sin(n\pi)}, & n \notin \mathbb{Z} \end{cases}$$

$$\lim_{p \rightarrow n} \frac{J_p(x) \cos(p\pi) - J_{-p}(x)}{\sin(p\pi)}, \quad n \in \mathbb{Z}$$

Οι συναρτήσεις Bessel 2ου είδους, τάξης n, δίνονται ως συνάρτηση των  $J_n(x)$

ΠΑΡΑΔ: (i) Ν.δ.ο.  $J_{1/2}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cdot \sin x$

(ii)  $J_{-1/2}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cdot \cos x$

ΛΥΣΗ:

$$J_{1/2}(x) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \cdot \left(\frac{x}{2}\right)^{2r+1/2}}{r! \Gamma(r + \frac{3}{2})}$$

$$\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi} \quad \Gamma(z+1) = z \cdot \Gamma(z)$$

$$\Gamma\left(\frac{3}{2}\right) = \Gamma\left(1 + \frac{1}{2}\right) = \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

$$\Gamma\left(\frac{5}{2}\right) = \Gamma\left(1 + \frac{3}{2}\right) = \frac{3}{2} \cdot \Gamma\left(\frac{3}{2}\right) = \frac{3\sqrt{\pi}}{4}$$

$$\Gamma\left(\frac{7}{2}\right) = \dots = \frac{5}{2} \cdot \frac{3}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot \sqrt{\pi}$$

Άρα  $\Gamma\left(r + \frac{3}{2}\right) = \frac{(2r-1)! \cdot \sqrt{\pi}}{2^r}$

$$J_{1/2}(x) = \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{1/2}}{\Gamma\left(\frac{3}{2}\right)} - \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{5/2}}{\Gamma\left(\frac{5}{2}\right)} + \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{9/2}}{2! \cdot \Gamma\left(\frac{7}{2}\right)} + \dots$$

$$= \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{1/2}}{\frac{\sqrt{\pi}}{2}} - \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{5/2}}{\frac{3}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot \sqrt{\pi}} + \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{9/2}}{2! \cdot \frac{5}{2} \cdot \frac{3}{2} \cdot \frac{1}{2} \cdot \sqrt{\pi}} - \dots$$

$$= \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{1/2}}{\frac{1}{2} \cdot \sqrt{\pi}} \left[ 1 - \frac{x^2}{3!} + \frac{x^4}{5!} + \dots \right]$$

$$= \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{1/2}}{\frac{1}{2} \cdot \sqrt{\pi}} \cdot \frac{\sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!}}{x} = \frac{\left(\frac{x}{2}\right)^{1/2}}{\frac{1}{2} \cdot \sqrt{\pi}} \cdot \frac{\sin x}{x}$$

$$= \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cdot \sin x$$

## Πολύμοια Hermite

Δ.Ε. Hermite:  $y'' - 2xy' + 2ny = 0$ ,  $n=0,1,2,3,\dots$

Τύπος Rodriguez:  $H_n(x) = (-1)^n \cdot e^{x^2} \cdot \frac{\partial^n}{\partial x^n} \cdot e^{-x^2}$

$H_n$  πολύμοια Hermite

π.χ.  $H_0 = 1$ ,  $H_1 = 2x$ ,  $H_2 = 4x^2 - 2$ ,  
 $H_3(x) = 8x^3 - 12x$

Ιδιότητες:

1) Γεννήτριος συνάρτηση

$$e^{2tx - x^2} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{H_n(x)}{n!} \cdot t^n$$

2) Αυξοδρομικοί τύποι:

i)  $H_{n+1}(x) = 2xH_n(x) - 2nH_{n-1}(x)$

ii)  $H_n'(x) = 2nH_{n-1}(x)$

Εφαρμογή: Ν.δ.ο.  $H_n(x) = (-1)^n \cdot e^{x^2} \cdot \frac{\partial^n}{\partial x^n} \cdot e^{-x^2}$

Απ.:

Από γεννήτρια συνάρτηση έχουμε ότι:

$$e^{2tx - t^2} = e^{x^2 - (t-x)^2} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{H_n(x)}{n!} \cdot t^n$$

Από ορισμό αναπτύσσοντας Taylor στη γειτονία του 0

$$f(t) = e^{2tx - t^2} = e^{x^2 - (t-x)^2} = \sum_0^{\infty} \frac{f^{(n)}(0)}{n!} \cdot t^n$$

$$H_n(x) = \left. \frac{\partial^n}{\partial t^n} (e^{2(x-t)}) \right|_{t=0} = \frac{\partial^n}{\partial t^n} (e^{x^2 - (t-x)^2}) =$$

$$= e^{x^2} \cdot \frac{\partial}{\partial t^n} e^{-(t-x)^2} = e^{x^2} \cdot \frac{\partial^n}{\partial t^n} e^{-(t-x)^2} \Big|_{t=0} =$$

$$= e^{x^2} \cdot (-1)^n \cdot \frac{\partial^n}{\partial t^n} e^{-(t-x)^2}$$

$$\Rightarrow H_n(x) = (-1)^n \cdot e^{x^2} \cdot \frac{\partial^n}{\partial x^n} e^{-(t-x)^2}$$

Παρατήρηση: Είναι ισχύει ότι :

$$\frac{\partial}{\partial t} f(x-t) = -\frac{\partial}{\partial x} f(x-t)$$

### Πολύμοια Legendre

Δ.Ε. Legendre:  $(1-x^2)y'' - 2xy' + n(n+1)y = 0$

Υποθ. ότι  $y = \int_0^x c_n x^{n+\beta}$

$P_n(x)$ , Πολύμοια Legendre βαθμίου  $n$

$Q_n(x)$ , συνιστέ Legendre, του είδους, βαθμού  $n$

$$P_0(x) = 1, \quad P_1(x) = x$$

$$P_2(x) = \frac{1}{2} \cdot (3x^2 - 1), \quad P_3(x) = \frac{1}{2} \cdot (5x^3 - 3x)$$

Τύπος Rodrigues:  $P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \cdot \frac{\partial^n}{\partial x^n} (x^2-1)^n$

Γεννήτρια Juvker:

$$\frac{1}{\sqrt{1-2tx+t^2}} = \sum_{n=0}^{\infty} P_n(x) \cdot t^n$$