

10° Μαθημα:

10/12/2020

Η συνάρτηση Βήτα:

Ορισμός: Ορίζουμε τη συνάρτηση $B(m, n)$ το ολοκλήρωμα: $B(m, n) = \int_0^1 x^{m-1} (1-x)^{n-1} dx$

Το ολοκλήρωμα συγκλίνει για $m, n > 0$. Μπορούμε να δείξουμε ότι $B(m, n) = 2 \int_0^{\pi/2} (\sin \theta)^{2m-1} (\cos \theta)^{2n-1} d\theta$

Αν $x = \sin^2 \theta$ προκύπτει $x = \sin^2 \theta$

$$dx = 2 \sin \theta \cos \theta d\theta$$

$$x=0 \Rightarrow \theta=0$$

$$x=1 \Rightarrow \theta = \pi/2$$

Η σχέση με τη συνάρτηση Γ(x)

$$B(m, n) = \frac{\Gamma(m) \cdot \Gamma(n)}{\Gamma(m+n)}, \quad m, n > 0$$

Αποδ:

Θεωρούμε $\Gamma(m) = 2 \int_0^{\infty} x^{2m-1} \cdot e^{-x^2} dx$ ώστε να γράψω

$$\Gamma(m) \cdot \Gamma(n) = 4 \int_0^{\infty} x^{2m-1} e^{-x^2} dx \int_0^{\infty} x^{2n-1} e^{-x^2} dx$$

$$\int_0^{\infty} y^{2n-1} e^{-y^2} dy$$

Ανλ. πλέον γράψω: $\Gamma(m) \cdot \Gamma(n) = 4 \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} x^{2m-1} y^{2n-1} e^{-(x^2+y^2)} dx dy$

Αλλάζουμε σε πολικές συντεταγμένες:

$$x = r \cos \theta$$

$$y = r \sin \theta$$

$$\begin{aligned} \Gamma(u) \cdot \Gamma(v) &= 4 \int_0^{\pi/2} \int_0^{\infty} (r \cos \theta)^{2u-1} (r \sin \theta)^{2v-1} e^{-r^2} r dr d\theta \\ &= 4 \int_0^{\pi/2} (\cos \theta)^{2u-1} (\sin \theta)^{2v-1} d\theta \int_0^{\infty} r^{2u-1+2v-1+1} e^{-r^2} dr \\ &= 4 \int_0^{\pi/2} (\cos \theta)^{2u-1} (\sin \theta)^{2v-1} d\theta \int_0^{\infty} r^{2(u+v)-1} e^{-r^2} dr \\ &= 2 \cdot B(u, v) \cdot \Gamma(u+v) \Rightarrow \end{aligned}$$

$$B(u, v) = \frac{\Gamma(u) \cdot \Gamma(v)}{\Gamma(u+v)}$$

Αντίστοιχα μπορούμε να δούμε $\Gamma(p) \cdot \Gamma(1-p) = \frac{\pi}{\sin(p\pi)}$

μεσω της αναπαράστασης $B(u, v)$ $\left\{ \begin{array}{l} 0 < p < 1 \\ \Gamma(p) \cdot \Gamma(1-p) = B(p, 1-p) \cdot \Gamma(p+1-p) \\ \Gamma(p) \cdot \Gamma(1-p) = B(p, 1-p) \cdot \Gamma(1) \end{array} \right.$

Γνωρίζουμε ότι $\Gamma(p) \cdot \Gamma(1-p) = B(p, 1-p) =$

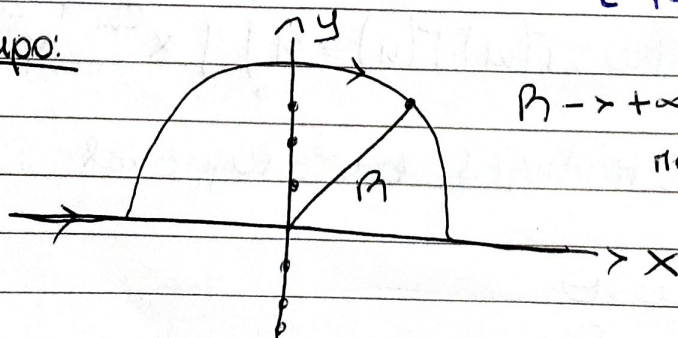
$$= \int_0^1 x^{p-1} (1-x)^{1-p-1} dx = \int_0^1 \frac{x^{p-1}}{(1-x)^p} dx \quad \left(\frac{x^{p-1}}{(1-x)^p} = \left(\frac{x}{1-x} \right)^{p-1} \cdot \frac{1}{1-x} \right)$$

Θέτουμε $y = \frac{x}{1-x} \Leftrightarrow x = \frac{y}{1+y}$

$$\int_0^1 \frac{x^{p-1}}{(1-x)^p} dx = \int_0^{\infty} \frac{y^{p-1}}{1+y} dy \quad \text{Θέτουμε } y = e^x$$

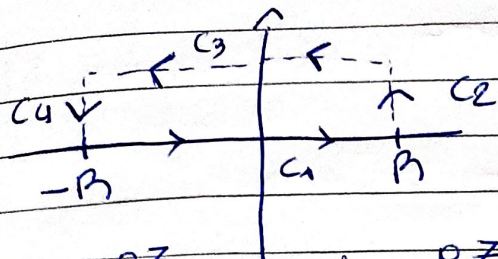
$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{\rho x}}{1+e^x} dx \quad \text{Θεωρούμε το } \oint \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz$$

Πρόχειρο:



$R \rightarrow +\infty$ Θα έχω απείρους πόλους. πρέπει να τους ξεφορτώσω

Το C είναι το εξής χωρίο:



$$C_2: x=R, 0 \leq y \leq 2\pi i$$

$$\oint_C \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz = \int_{C_1} \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz + \int_{C_2} \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz + \int_{C_3} \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz + \int_{C_4} \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz$$

$$= \int_{-R}^R \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz + \int_0^{2\pi i} \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz + \int_R^{-R} \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz + \int_{2\pi i}^0 \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz, \quad z=x+yi$$

$y=0$ $x=R$ $y=2\pi i$ $x=-R$

Από το θεώρημα Cauchy:

$$\oint \frac{e^{\rho z}}{1+e^z} dz = 2\pi i \cdot e^{-i\pi\rho} \quad \text{και τελικά}$$

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-R}^R \frac{e^{\rho x}}{1+e^x} dx = \frac{\pi}{\sin(\rho\pi)} \quad 0 < \rho < 1.$$

Παρατηρήσεις: Πόλος $1+e^z=0 \Rightarrow e^z=-1$
 $e^{i\pi} = -1$ $z = i\pi + k\pi.$

Τα Πολυώνυμα Bessel.

Να λυθεί η διαφορική εξίσωση

$$x^2 y'' + xy' + (x^2 - u^2)y = 0 \quad (\Rightarrow) Ay = \lambda y \Rightarrow \lambda = u^2$$

Παρατηρήσεις: Η εξίσωση θα ήταν τύπου Euler αν δεν υπήρχε ο όρος $x^2 y$.

Σύμφωνα με την μέθοδο Frobenius γράφουμε

$$y = \sum_k c_k \cdot x^{k+\theta}$$

$$y' = \sum_k c_k (k+\beta) x^{k+\beta-1}$$

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

$$x^2 y = \sum_k c_k x^{k+\beta+2}$$

Θέλω $\sum_{k=0}^{\infty} c_k (k+\beta) x^{k+\beta-1}$ θέλω να το γράψω

σε μια μορφή $x^{k+\beta}$ $k-1 \rightarrow k$.

Τελικά η εξίσωση γράφεται:

$$\sum_k c_k (k+\beta)(k+\beta-1) x^{k+\beta} + \sum_k c_k (k+\beta) x^{k+\beta} +$$

$$+ \sum_k c_{k-2} x^{k+\beta} + \sum_k c_k (-u^2) x^{k+\beta} = 0$$

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

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

Οι συντελεστές με αρνητικούς δείκτες μηδενίζονται.

$$k=0: c_0 [\beta^2 - u^2] = 0 \quad (c_{-2} = 0)$$

$$\Rightarrow \beta^2 = u^2$$

$$k=1: c_1 [(1+\beta)^2 - u^2] = 0 \quad (c_{-1} = 0)$$

$$\Rightarrow (1+\beta)^2 = u^2$$

Διακρίνουμε τις περιπτώσεις:

$$\beta^2 = u^2 \Rightarrow \beta = \pm u$$

για $u \rightarrow u$ $c_1 = 0$, $c_2 = \frac{-c_0}{4(u+1)}$, $c_3 = 0$,

↓ 2 λύσεις

$$c_4 = \frac{c_0}{2 \cdot 4 \cdot (2u+2)(2u+4)}$$

$$\text{και } y = c_0 x^n + c_2 x^{n+2} + c_4 x^{n+4} + \dots$$

Ομοίως για $n \rightarrow -n$ (για αρνητικές τιμές) αναθροιστικά
 αλληλίας

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

Παρατηρήσεις:

1. Η αναλυτική λύση της εξίσωσης είναι ο γραμμικός συνδυασμός των παραπάνω λύσεων.
2. Η λύση όπως τη γράψαμε ισχύει για $n \in \mathbb{N}$
3. Η αναλυτική λύση της εξίσωσης γράφεται ως εξής:

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

όπου $J_n(x)$ η αναμενόμενη Bessel 1^{ης} είδους.
 $Y_n(x)$ η αναμενόμενη Bessel 2^{ης} είδους

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

Ιδιότητες:

1. Γεννήτρια αναμενόμενων: $e^{x/2(t-1/t)} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} J_n(x) t^n$

Απόδ: $e^{x/2(t-1/t)} = e^{xt/2} \cdot e^{-x/2t} = \sum_{p=0}^{\infty} \frac{(xt/2)^p}{p!} \cdot \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-x/2t)^m}{m!}$

από $e^x = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^n}{n!}$

$$\begin{aligned}
&= \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \left(\frac{x}{2}\right)^l t^l \left(\frac{x}{2}\right)^{m-l} t^{-m}}{l! m!} \\
&= \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \left(\frac{x}{2}\right)^{l+m} t^{l-m}}{l! m!} \quad \text{Θέτω } n=l-m \Rightarrow \\
&= \sum_{n=-\infty}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \left(\frac{x}{2}\right)^{n+2m} t^n}{(n+m)! m!} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} J_n(x) t^n
\end{aligned}$$

2. Αναλυτική Συνέχιση:

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

Αναδρομικοί Τύποι:

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

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

$$3. x J_n'(x) = n J_n(x) - x J_{n+1}(x)$$

$$4. x J_n'(x) = x J_{n-1}(x) - n J_n(x)$$

$$5. [x^n J_n(x)]' = x^n J_{n-1}(x)$$

$$6. [x^{-n} J_n(x)]' = -x^{-n} J_{n+1}(x)$$

$$J_n = \frac{x}{2n} [J_{n+1} + J_{n-1}] \quad \text{για } n \geq 1.$$

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

Ασυμπτωτικές Έξισοι:

Για μεγάλες τιμές του x .

$$J_n(x) \approx \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cos\left(x - \frac{\pi}{4} - \frac{n\pi}{2}\right)$$

Ορθογωνιότητα:

$$\int_0^1 x J_n(\lambda x) \cdot J_n(\mu x) dx = \frac{1}{\lambda^2 - \mu^2} \left[\mu J_n(\lambda) J_n'(\mu) - \lambda J_n(\mu) J_n'(\lambda) \right]$$

$$\int_0^1 x J_n^2(\lambda x) dx = \frac{1}{2} \left[J_n'^2(\lambda) + \left(1 - \frac{n^2}{\lambda^2}\right) J_n^2(\lambda) \right]$$