

20/12/2016

• Τι νόημα θα είχαν οι ταλαντώσεις στην κβαντική φυσική;

Δηλαδή, έδω ότι έχουμε ένα ελατήριο (απλός αρμονικός ταλαντωτής)



$F = -kx$ (νόμος του Hooke) $\Rightarrow F = -\frac{dV}{dx} \Rightarrow V(x) = \frac{1}{2} kx^2$
(Διατηρητική δύναμη)

συνάρτηση δυναμικού στην απλό αρμονικό ταλαντωτή

Αν θεωρήσουμε: $\hbar = \omega = k = 1$, τότε το Π.Σ.Τ. γράφεται ως:

$\begin{cases} \psi'' + (2E - x^2)\psi = 0 & \text{Π.Σ.Τ.} \\ \psi(\pm\infty) = 0 & \text{II)} \end{cases}$

Οι συνοριακές συνθήκες, $\psi(\pm\infty) = 0$, εκφράζουν την απαίτησή μας να περιγράψουμε με σωμάτια που αδυνατούν να διαφύγουν στο άπειρο (παραμένουν δέσμια) και άρα η πιθανότητα αυτά να βρεθούν σ' αυτή την περιοχή μηδενίζεται.

Για μηδενική ιδιοτιμή, $E = 0$: $\psi'' - x^2\psi = 0$, οι λύσεις ψ_∞ εκφράζουν την συνάρτηση, ψ , στην περιοχή του απείρου. Όμως, έχουμε ότι η $\psi_\infty(x) = e^{-x^2/2}$ επαληθεύει την παραπάνω δ.ε.

Άρα, μπορούμε να θεωρήσουμε ότι: $\psi(x) = \psi_\infty(x) H(x) = e^{-x^2/2} H(x)$ (2)

(1) $\Rightarrow H''(x) - 2xH'(x) + (2E-1)H(x) = 0$

Αν θεωρήσουμε $E = E_n = n + \frac{1}{2}$, τότε παίρνουμε την Δ.Ε. Hermite:

$H''(x) - 2xH'(x) + 2nH(x) = 0$, η λύση της αντιστοιχεί στο πολυώνυμο Hermite.

Ορισμός:

Ως αβεβαιότητα, ΔA , ορίζουμε την τυπική απόκλιση, $\sigma^2 = (\Delta A)^2$, δηλαδή την διασπορά των τιμών γύρω από την μέση τιμή.

ΘΕΩΡΗΜΑ:

Αν μια συνάρτηση, ψ , ικανοποιεί την εξίσωση ιδιοτιμών $A\psi = a\psi$, ενός κβαντομηχανικού τελεστή, A , με ιδιοτιμή, a , τότε η αβεβαιότητα, ΔA , του μεγέθους, A , μηδενίζεται.

Το μόνο αποτέλεσμα που μπορεί να προκύψει από τις μετρήσεις είναι η ιδιοτιμή, a .

Αρχή της αβεβαιότητας ή αρχή απροσδιοριστίας

Το γινόμενο της αβεβαιότητας θέσης και ορμής (ταχύτητα) δεν μπορεί να είναι μικρότερο από το ήμισυ της σταθεράς, h , του Planck, δηλαδή:

$$(\Delta x)(\Delta p) \geq \frac{h}{2}$$

Φυσική σημασία: Η ταυτόχρονη ακριβής γνώση της θέσης και της ταχύτητας (ορμής) ενός κβαντικού σωματιδίου είναι αδύνατη.

Δ.Ε. Bessel / Πολυώνυμα ή συναρτήσεις Bessel

$$x^2 y'' + xy' + (x^2 - n^2)y = 0, \text{ Δ.Ε. Bessel (1)}$$

Λύμεν με την μέθοδο του Frobenius έχουμε ότι:

$$y(x) = \sum_{k=0}^{\infty} C_k x^{k+\theta}, \text{ τότε } y'(x) = \sum_{k=0}^{\infty} C_k (k+\theta) x^{k+\theta-1} \text{ και } y''(x) = \sum_{k=0}^{\infty} C_k (k+\theta)(k+\theta-1) x^{k+\theta-2}$$

$$\text{Επίσης: } x^2 y = \sum_{k=0}^{\infty} C_k x^{k+\theta+2} = \text{αναδιάταξη της σειράς} = \sum_{k=2}^{\infty} C_{k-2} x^{k+\theta}$$

$$\text{Τελικά: } \sum_{k=0}^{\infty} C_k (k+\theta)(k+\theta-1) x^{k+\theta} + \sum_{k=0}^{\infty} C_k (k+\theta) x^{k+\theta} + \sum_{k=2}^{\infty} C_{k-2} x^{k+\theta} + \sum_{k=0}^{\infty} C_k (-n^2) x^{k+\theta} = 0 \Rightarrow$$
$$\Rightarrow \sum_{k=0}^{\infty} \{ C_k [(k+\theta)(k+\theta-1) + (k+\theta) - n^2] + C_{k-2} \} x^{k+\theta} = 0$$

$$\text{Δηλαδή, } C_k [(k+\theta)(k+\theta-1) + (k+\theta) - n^2] + C_{k-2} = 0 \Leftrightarrow$$

$$C_k [(k+\theta)(k+\theta) - n^2] + C_{k-2} = 0 \Leftrightarrow$$

$$C_k [(k+\theta)^2 - n^2] + C_{k-2} = 0$$

Οι αρνητικοί όροι της σειράς μηδενίζονται, $C_{-2} = C_{-1} = 0$ και για

$$k=0, C_0 [\theta^2 - n^2] = 0 \Rightarrow \theta^2 = n^2 \Rightarrow \theta = \pm n, \text{ δύο περιπτώσεις.}$$

$$k=1, C_1 [(1+\theta)^2 - n^2] = 0 \Rightarrow C_1 = 0.$$

$$\text{1}^{\text{η}} \text{ περίπτωση, } \theta = n, \text{ τότε } C_0 \neq 0, C_1 = 0, C_2 = \frac{-C_0}{4(n+1)}, C_3 = 0, C_4 = \frac{-C_2}{4(2n+4)}$$

$$= \frac{C_0}{2 \cdot 4 (2n+2)(2n+4)} \text{ και}$$

$$\text{άρα: } y(x) = C_0 \cdot x^n + C_2 x^{n+2} + C_4 x^{n+4} + \dots \Rightarrow$$

$$y(x) = C_0 \cdot x^n \left[1 - \frac{x^2}{2(2n+2)} + \frac{x^4}{2 \cdot 4 (2n+2)(2n+4)} + \dots \right]$$

Όμοια διαδικασία και για την περίπτωση, $b = -n$.

Παρατήρηση: Η συνολική λύση της Δ.Ε. Bessel (1), είναι ο γραμμικός συνδυασμός των δύο παραπάνω λύσεων.

Η συνολική λύση θα γράφεται ως: $y(x) = C_1 J_n(x) + C_2 Y_n(x)$, όπου

$J_n(x)$: η συνάρτηση Bessel 1^{ου} είδους, τάξης n .

$Y_n(x)$: η συνάρτηση Bessel 2^{ου} είδους, τάξης n .

Ιδιότητες: 1) Χρησιμοποιώντας την συνάρτηση, $\Gamma(x)$, μπορούμε να γράψουμε:

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

2) Γεννήτρια συνάρτηση

Η συνάρτηση, $e^{\frac{x}{2}(t - \frac{1}{t})} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} J_n(x) t^n$ (1), είναι η γεννήτρια συνάρτηση των

συναρτήσεων Bessel 1^{ου} είδους. Δηλαδή, οι συναρτήσεις Bessel, $J_n(x)$, μπορούν να οριστούν ως συντελεστές του t^n , στο αναπτύγμα της συνάρτησης $e^{\frac{x}{2}(t - \frac{1}{t})}$ σε σειρά