

1<sup>η</sup> πρόοδος «Κβαντικής Φυσικής Ι» ακ. έτους 2021-2022. (6/11/2021) διδ. Ανδρέας Φ. Τερζής,

Θ1. Θεωρούμε την κυματοσυνάρτηση  $N \cdot e^{-\lambda \cdot (x - (A+1)x_0)^2 / 2} \cdot e^{i(B+1)k \cdot x}$ .

Για την περίπτωση που  $x_0 = 0$  και  $k = 0$  να βρεθεί (α) το  $N$ , (β) η μέση θέση  $\langle x \rangle$  και (γ) η αβεβαιότητα της ορμής  $\Delta p$ .

$\Psi = N e^{-\lambda x^2 / 2}$  (α)  $\langle \Psi, \Psi \rangle = 1 \rightarrow N^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda x^2} dx = N^2 \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}} = 1 \rightarrow N = \left[ \frac{\lambda}{\pi} \right]^{1/4}$ .

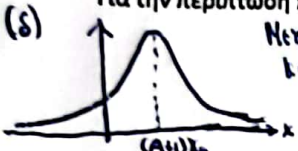
(ε)  $\langle x \rangle = \langle \Psi, \hat{x} \Psi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \Psi^* x \Psi dx = \left[ \frac{\lambda}{\pi} \right]^{1/2} \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-\lambda x^2} dx = 0$  (ομοιόμορφη περίπτωσης σε συμμετρικές θέσεις).

(γ)  $\Psi = \left[ \frac{\lambda}{\pi} \right]^{1/4} e^{-\lambda x^2 / 2}$  είναι πραγματική συνάρτηση, άρα  $\langle p \rangle = 0$ .

$\langle p^2 \rangle = \langle \Psi, \hat{p}^2 \Psi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \left[ \frac{\lambda}{\pi} \right]^{1/2} e^{-\lambda x^2} \left[ -\hbar^2 \frac{d^2}{dx^2} \right] \left[ \frac{\lambda}{\pi} \right]^{1/4} e^{-\lambda x^2 / 2} dx = \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} \hbar^2 \lambda \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda x^2} dx = \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} \hbar^2 \lambda \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}} = \hbar^2 \lambda$   
 $\Delta p = \sqrt{\langle p^2 \rangle - \langle p \rangle^2} = \hbar \sqrt{\lambda}$ .

Για την περίπτωση που  $x_0 \neq 0$  και  $k \neq 0$  να βρεθεί (δ) το  $\langle x \rangle$  και (ε) το  $\Delta x$ .

Μετασχηματίζω μεταθέτοντας (ε)  $\langle x \rangle = \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-\lambda(x - (A+1)x_0)^2} dx$   $y = x - (A+1)x_0$   $\left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} \int_{-\infty}^{\infty} (y + (A+1)x_0)^2 e^{-\lambda y^2} dy$   
 κατά  $(A+1)x_0$ , άρα  
 $\langle x \rangle = (A+1)x_0$



$= \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} \int_{-\infty}^{\infty} y^2 e^{-\lambda y^2} dy + 2 \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} (A+1)x_0 \int_{-\infty}^{\infty} y e^{-\lambda y^2} dy + \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} (A+1)^2 x_0^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda y^2} dy =$   
 $= \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} I_2 + \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} (A+1)^2 x_0^2 I_0 = \frac{1}{2\lambda} + (A+1)^2 x_0^2 \rightarrow \Delta x = \sqrt{\langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2} = 1/\sqrt{2\lambda}$ .

Για την περίπτωση που  $x_0 \neq 0$  και  $k \neq 0$  να βρεθεί (στ) η μέση ορμή  $\langle p \rangle$ .

$\Psi = \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/4} e^{-\lambda x^2 / 2} e^{i(B+1)kx}$ ,  $\langle p \rangle = \langle \Psi, \hat{p} \Psi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} e^{-\lambda x^2 / 2} e^{-i(B+1)kx} (-i\hbar) \frac{d}{dx} \left[ \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/4} e^{-\lambda x^2 / 2} e^{i(B+1)kx} \right] dx =$   
 $= \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} (-i\hbar) \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda x^2 / 2} e^{-i(B+1)kx} (-\lambda x + i(B+1)k) e^{-\lambda x^2 / 2} e^{i(B+1)kx} dx = \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} (-i\hbar) \left[ \int_{-\infty}^{\infty} (-\lambda x) e^{-\lambda x^2} dx + \int_{-\infty}^{\infty} (B+1)k e^{-\lambda x^2} dx \right] =$   
 $= \left( \frac{\lambda}{\pi} \right)^{1/2} (B+1)\hbar k \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda x^2} dx = (B+1)\hbar k$ .

Θ2. Θεωρούμε την κυματοσυνάρτηση  $N \cdot (A+B) \cdot x \cdot e^{-\lambda x^2 / 2}$ .

Να βρείτε την (α) μέση θέση και την (β) μέση ορμή.

(α) Η  $\Psi$  είναι πριετική συνάρτηση, η  $|\Psi|^2$  είναι άρτια ολότελο  $\langle x \rangle = 0$

(β) Αφού η  $\Psi$  είναι πραγματική συνάρτηση  $\langle p \rangle = 0$ .

Θ3. Αν γνωρίζουμε ότι η κυματοσυνάρτηση  $N \cdot e^{-\lambda x^2 / 2} \cdot e^{-ikx}$  είναι λύση της εξίσωσης Schrödinger, να βρείτε (α) το δυναμικό  $V(x)$  και να αποδείξετε ότι (β)  $k = \frac{\hbar \lambda}{4\pi m}$ .

Άρα γνωρίζουμε ότι εφαρμόζουμε την εξίσωση  $-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} + V(x)\Psi = i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t}$   
 Ο υποδορισμός της παραγωγής, χρήσιμος και στο Θ1(β).  $\frac{\partial^2 (e^{-\lambda x^2 / 2})}{\partial x^2} = \frac{\partial}{\partial x} (-\lambda x e^{-\lambda x^2 / 2}) = (-\lambda + \lambda^2 x^2) e^{-\lambda x^2 / 2}$   
 Άρα η εξ. Schrödinger είναι, εκθύνοντας γυροί και το  $\frac{\partial \Psi}{\partial t}$ , που παραγωγίζω το  $e^{-ikx}$ .

$-\frac{\hbar^2}{2m} [-\lambda + \lambda^2 x^2] \Psi + V(x)\Psi = i\hbar (-ik) \Psi \rightarrow$   
 $\left( \frac{\lambda \hbar^2}{2m} - \hbar k \right) + \left[ V(x) - \frac{\hbar^2 \lambda^2 x^2}{2m} \right] \Psi = 0 \rightarrow \hbar k = \frac{\hbar^2 \lambda}{2m} \rightarrow k = \frac{\hbar \lambda}{4\pi m} \quad \alpha \quad \boxed{V(x) = \frac{\hbar^2 \lambda^2}{2m} x^2} \quad (\alpha)$   
 για να ισχύει για κάθε  $x$

Θ4. Να ελέγξετε αν ο τελεστής της κινητικής ενέργειας είναι ερμητιανός, χρησιμοποιώντας την σχέση ορισμού.

$(\Psi, \hat{T} \Phi) = (\Psi, \frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2}) = \int_{-\infty}^{\infty} \Psi^* \left( \frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \Phi}{dx^2} \right) dx = -\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \Psi^* \frac{d^2 \Phi}{dx^2} dx = -\frac{\hbar^2}{2m} \left[ \Psi^* \frac{d\Phi}{dx} \right]_{-\infty}^{\infty} + \frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\Psi^*}{dx} \frac{d\Phi}{dx} dx =$   
 $= -\frac{\hbar^2}{2m} \left[ \frac{d\Psi^*}{dx} \Phi \right]_{-\infty}^{\infty} + \frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d^2 \Psi^*}{dx^2} \Phi dx = \int_{-\infty}^{\infty} \left[ \frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \Psi^*}{dx^2} \right] \Phi dx = \int_{-\infty}^{\infty} \left[ \frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \Psi}{dx^2} \right]^* \Phi dx = \left( \frac{\hbar^2}{2m} \Psi, \Phi \right)$ , άρα είναι ερμητιανός.

Θ5. Να ελέγξετε αν ο τελεστής  $x^2 \cdot (A+2) \cdot p_x + y \cdot (B+1) \cdot p_x$  είναι ερμητιανός, χρησιμοποιώντας τον συζυγή τελεστή.

$[x^2 (A+2) p_x + y (B+1) p_x]^\dagger = (A+2) (x^2 p_x)^\dagger + (B+1) (y p_x)^\dagger = (A+2) p_x^\dagger (x^2)^\dagger + (B+1) p_x^\dagger y^\dagger =$   
 $= (A+2) p_x^\dagger x^\dagger x^\dagger + (B+1) p_x^\dagger y^\dagger = (A+2) p_x^\dagger x \cdot x + (B+1) p_x^\dagger y = (A+2) p_x^\dagger x^2 + (B+1) p_x^\dagger y =$   
 αφού  $\hat{x}, \hat{y}, \hat{p}_x$  ερμητιανοί  $\nearrow$  εδώ αλληλίων σαρά  $\nearrow$   
 $= (A+2) p_x x^2 + (B+1) y p_x \neq (A+2) x^2 p_x + (B+1) y p_x$   
 άρα δεν είναι ερμητιανός  
 δώ μπροστά υψίλτων σαρά