

Ενότητα 4: Αναπαράστασεις

Άσκηση 4.1

i. Έστω x και p_x η θέση και η γραμμική ορμή σε μια διάσταση. Υπολογίστε την κλασσική αγκύλη Poisson $[x, F(p_x)]_{classical}$.

ii. Έστω \hat{x} και \hat{p}_x οι αντίστοιχοι κβάντο-μηχανικοί τελεστές. Υπολογίστε τον μεταθέτη $\left[\hat{x}, \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) \right]$.

iii. Χρησιμοποιώντας το αποτέλεσμα του προηγούμενου ερωτήματος, αποδείξτε ότι το $\exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right)|x'\rangle$ όπου $\hat{x}|x'\rangle = x'|x'\rangle$ είναι μια ιδιοκατάσταση του τελεστή θέσης \hat{x} .

Ποια είναι η αντίστοιχη ιδιοτιμή;

Λύση:

i. Η αγκύλη Poisson (Poisson bracket) δυο ποσοτήτων $A(q, p)$ και $B(p, q)$ στην κλασσική μηχανική ($\{A, B\}$) ορίζεται από την σχέση

$$\{A, B\}_{q,p} = \sum_i \left(\frac{\partial A}{\partial q_i} \frac{\partial B}{\partial p_i} - \frac{\partial A}{\partial p_i} \frac{\partial B}{\partial q_i} \right)$$

όπου (q_i, p_i) οι "canonical" μεταβλητές των συναρτήσεων A και B .

Στην προκειμένη περίπτωση έχουμε να υπολογίσουμε την αγκύλη Poisson των ποσοτήτων x και $F(p_x)$ ($i=1$), όπου x είναι η «θέση» και p_x η γραμμική ορμή.

$$\{x, F(p_x)\} = \frac{\partial x}{\partial x} \frac{\partial F(p_x)}{\partial p_x} - \frac{\partial x}{\partial p_x} \frac{\partial F(p_x)}{\partial x} = 1 \cdot \frac{\partial F(p_x)}{\partial p_x} - 0 \cdot 0 = \frac{\partial F(p_x)}{\partial p_x}$$

ii. \hat{x}, \hat{p}_x τελεστές. Υπολογίζουμε τον μεταθέτη $\left[\hat{x}, \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) \right]$.

$$\left[\hat{x}, \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) \right] = \left[\hat{x}, \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(ia)^n}{\hbar^n} \frac{\hat{p}_x^n}{n!} \right] = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(ia)^n}{\hbar^n} \frac{1}{n!} [\hat{x}, \hat{p}_x^n]$$

Η τελευταία προκύπτει απευθείας εκ των ιδιοτήτων του μεταθέτη. Άρα,

$$\begin{aligned} \left[\hat{x}, \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) \right] &= \left[\hat{x}, \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(ia)^n}{\hbar^n} \frac{\hat{p}_x^n}{n!} \right] = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(ia)^n}{\hbar^n} \frac{1}{n!} \sum_{k=0}^{n-1} \hat{p}_x^k [\hat{x}, \hat{p}_x] \hat{p}_x^{n-k-1} = \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(ia)^n}{\hbar^n} \frac{1}{n!} (i\hbar) \sum_{k=0}^{n-1} \hat{p}_x^k \hat{p}_x^{n-k-1} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \frac{(ia)^{n-1}}{\hbar^{n-1}} (-a)(n) \hat{p}_x^{n-1} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n}{n!} \frac{(ia)^{n-1}}{\hbar^{n-1}} (-a) \hat{p}_x^{n-1} \end{aligned}$$

Ο τελευταίος παράγων $(n)\hat{p}_x^{n-1}$ προκύπτει διότι η ποσότης \hat{p}_x^{n-1} αθροίζεται n φορές!

Επομένως,

$$\left[\hat{x}, \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) \right] = -a \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(n-1)!} \frac{(ia)^{n-1}}{\hbar^{n-1}} \hat{p}_x^{n-1} = -a \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right)$$

Η (ii) αποδεικνύεται αμέσως εάν χρησιμοποιήσουμε την γενικότερη σχέση $[\hat{x}, F(\hat{p}_x)] = i\hbar \frac{\partial F}{\partial \hat{p}_x}$

Άρα,

$$\left[\hat{x}, \exp\left(\frac{ia\hat{p}_x}{\hbar}\right) \right] = i\hbar \frac{ia}{\hbar} \exp\left(\frac{ia\hat{p}_x}{\hbar}\right) = -a \exp\left(\frac{ia\hat{p}_x}{\hbar}\right)$$

Ή ακόμη και την $[\hat{x}, \hat{p}_x^n] = n(i\hbar)\hat{p}_x^{n-1}$ ως μερική περίπτωση της προηγούμενης. Άρα,

$$\left[\hat{x}, \exp\left(\frac{ia\hat{p}_x}{\hbar}\right) \right] = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \frac{(ia)^n}{\hbar^n} [\hat{x}, \hat{p}_x^n] = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \frac{(ia)^n}{\hbar^n} (n)(i\hbar)\hat{p}_x^{n-1} = -a \exp\left(\frac{ia\hat{p}_x}{\hbar}\right)$$

Αποφεύγοντας την κοπιαστική, και καμιά φορά «επικίνδυνη» άλγεβρα των δεικτών.

Η $[\hat{x}, \hat{p}_x^n] = n(i\hbar)\hat{p}_x^{n-1}$ αποδεικνύεται και επαγωγικώς.

iii. Από την (ii) έχουμε

$$\hat{x} \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) - \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) \hat{x} = -a \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right)$$

Ή

$$\hat{x} \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) |x'\rangle = \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) \hat{x} |x'\rangle - a \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) |x'\rangle = \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) x' |x'\rangle - a \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) |x'\rangle$$

Δηλαδή,

$$\hat{x} \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) |x'\rangle = \exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) (x' - a) |x'\rangle$$

Χρησιμοποιήσαμε βεβαίως την σχέση $\hat{x}|x'\rangle = x'|x'\rangle$. Η σχέση στην οποία καταλήξαμε σημαίνει ότι η $\exp\left(\frac{i\hat{p}_x a}{\hbar}\right) |x'\rangle$ είναι ιδιοκατάσταση του τελεστού \hat{x} ιδιοτιμής $(x' - a)$. Αναμενόμενον!

Άσκηση 4.2

i. Αποδείξτε τα ακόλουθα:

- $\langle p' | \hat{x} | \alpha \rangle = i\hbar \frac{\partial}{\partial p'} \langle p' | \alpha \rangle$
- $\langle \beta | \hat{x} | \alpha \rangle = \int dp' \phi_\beta^*(p') i\hbar \frac{\partial}{\partial p'} \phi_\alpha(p')$, όπου $\phi_\alpha(p') = \langle p' | \alpha \rangle$ και $\phi_\beta(p') = \langle p' | \beta \rangle$

είναι κυματοσυναρτήσεις στην αναπαράσταση της ορμής.

ii. Ποια είναι η φυσική σημασία του $\exp\left(\frac{i\hat{x}\Xi}{\hbar}\right)$, όπου \hat{x} είναι ο τελεστής θέσεως και Ξ κάποιος αριθμός με διαστάσεις ορμής; Αιτιολογήστε την απάντησή σας.