

Mechanika Kwantowa - kurs duży
grupa I, zestaw 4
19.3.2013. wtorek, godz. 8:30
sala -001

1. Wykazać, że

$$\delta(x) = \frac{1}{2\pi} \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{-R}^R dk e^{ikx}. \quad (1)$$

2. Pokazać, że

$$\delta(f(x)) = \sum_{x_i} \frac{1}{|f'(x_i)|} \delta(x_i)$$

gdzie punkty x_i są zerami funkcji $f(x)$. Zastosować powyższe twierdzenie do

$$\delta(x^2 - \alpha^2).$$

3. Zamiast funkcji falowej $\psi(x)$ używać można funkcje zdefiniowane przez transformatę Fouriera:

$$\psi(x) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{\sqrt{2\pi}} \tilde{\psi}(k) e^{ikx}. \quad (2)$$

Korzystając ze wzoru (1) obliczyć ze wzoru (2) odwrotną transformatę Fouriera (tj. wyrazić funkcję $\tilde{\psi}(k)$ poprzez $\psi(x)$).

Jaką postać przyjmują operatory \hat{p} oraz \hat{x} , jeśli działają na funkcję $\tilde{\psi}(k)$? O funkcjach $\psi(x)$ i $\tilde{\psi}(k)$ mówimy, że stanowią odpowiednio reprezentację położeniową i pędową stanu $|\psi\rangle$.

4. W reprezentacji położeniowej element macierzowy operatora \hat{O} daje się zapisać jako

$$\langle \varphi | \hat{O} | \psi \rangle = \int dx \varphi^*(x) [\hat{O}\psi(x)].$$

Sprzężenie hermitowskie operatora \hat{O} oznaczamy \hat{O}^\dagger i definiujemy jako

$$\langle \varphi | \hat{O}^\dagger | \psi \rangle^* = \langle \psi | \hat{O} | \varphi \rangle.$$

Wykazać, że lewa strona tej równości daje się zapisać

$$\langle \varphi | \hat{O}^\dagger | \psi \rangle^* = \int dx [\hat{O}^\dagger \psi(x)]^* \varphi(x).$$

Jeżeli zachodzi $\hat{O} = \hat{O}^\dagger$ to operator nazywamy hermitowskim. Sprawdzić bezpośrednim rachunkiem czy operatory

$$\hat{p} = -i\hbar \frac{d}{dx}, \quad \hat{x} = x, \quad \frac{d}{dx}, \quad \hat{L}_i = (\hat{r} \times \hat{p})_i$$

są hermitowskie. Dla operatora momentu pędu \hat{L}_i należy zamienić $dx \rightarrow d^3r$.

5. Udowodnić, że iloczyn operatorów hermitowskich jest operatorem hermitowskim.

<http://th-www.if.uj.edu.pl/~michal/>