

Sada příkladů z kvantové fyziky č.3

Termín odevzdání: před cvičením 2.11.

V této sadě příkladů nejprve ospravedlníme důležitost zkoumání vlastností komutátorů z minulého cvičení, když ukážeme, že komutátor je kvantový analog Poissonových závorek z Hamiltonovské mechaniky, v dalším příkladu vyřešíme Schrödingerovu rovnici pro jednoduchý jednodimenzionální systém, a v posledních dvou cvičeních naznačíme univerzální postup při řešení Schrödingerovy rovnice s centrálně symetrickým potenciálem.

Příklad č.1

Kanonické kvantování

Předpokládejme, že klasickým dynamickým proměnným A_i, B_j přiřadíme hermitovské¹ operátory \hat{A}_i, \hat{B}_j . Diracova kvantovací podmínka požaduje, aby Poissonovým závorkám v klasické fyzice odpovídal komutátor operátorů, tedy

$$\{A_1, A_2\} = A_3 \rightarrow [\hat{A}_1, \hat{A}_2] = i\hbar\hat{A}_3. \quad (1)$$

Ukažte, že tato volba kvantování je jediná možná, tedy, že jako jediná odpovídá základním vlastnostem Poissonových závorek (antisymetrie, bilinearita, Poissonova závorka součinu, Jacobiho identita, časová derivace, ...).

Pozn.: Při důkazu můžete postupovat například následujícím způsobem: Definujte si kvantově mechanický analog Poissonových závorek $\{\hat{A}, \hat{B}\}_{QM}$ a předpokládejte, že má stejné vlastnosti jako Poissonovy závorky. Spočítejte $\{\hat{A}_1\hat{A}_2, \hat{B}_1\hat{B}_2\}_{QM}$ (nezapomeňte na možnou nekomutativitu operátorů) a ukažte, že z toho lze usoudit, že

$$\{\hat{A}_1, \hat{B}_1\}_{QM} (\hat{A}_2\hat{B}_2 - \hat{B}_2\hat{A}_2) = (\hat{A}_1\hat{B}_1 - \hat{B}_1\hat{A}_1) \{\hat{A}_2, \hat{B}_2\}_{QM} \quad (2)$$

a z nezávislosti operátorů můžeme usoudit, že $c\{\hat{A}, \hat{B}\} = [\hat{A}, \hat{B}]$. Ukažte, že $\Re(c) = 0$. Nakonec ukažte, že pokud v klasické mechanice platí, že $\{A_1, A_2\} = A_3$, pak v QM musí platit $[\hat{A}_1, \hat{A}_2] = i|c|\hat{A}_3$.

Příklad č.2

Částice v nekonečně hluboké potenciálové jámě

Nalezněte spektrum a vlastní vektory Hamiltoniánu částice v nekonečně hluboké potenciálové jámě, tedy $V(x) = 0$ pro $|x| \leq a$ a $V(x) = \infty$ jinak.

Pozn.: řešte rovnici $\hat{H}\psi_n = E_n\psi_n$ a předpokládejte, že vlnové funkce jsou všude spojitě a nulové pro $|x| \geq a$.

¹hermitovské operátory jsou takové, pro které $\hat{A}^\dagger = \hat{A}$. Důvodem požadavek hermitovosti je fakt, že hermitovské operátory mají reálné spektrum a tudíž i množinu měřitelných hodnot.

Příklad č.3

Operátor momentu hybnosti

Operátor momentu hybnosti je definován v analogii s klasickou mechanikou jako

$$\hat{L}_j = \epsilon_{jkl} \hat{Q}_k \hat{P}_l = -i\hbar \epsilon_{jkl} x_k \frac{\partial}{\partial x_l} \quad (3)$$

. Nalezněte vyjádření L_j ve sférických souřadnicích a ukažte, že operátor

$$\hat{L}^2 := \hat{L}_1^2 + \hat{L}_2^2 + \hat{L}_3^2$$

má ve sférických souřadnicích tvar:

$$L^2 = -\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} + \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) \right]. \quad (4)$$

Pozn.: zaveďte transformaci $x = r \sin \theta \cos \phi$, $y = r \sin \theta \sin \phi$, $z = r \cos \theta$, spočítejte (nebo klidně i nalezněte v literatuře, na internetu - pozor na znaménka) výrazy pro $\frac{\partial}{\partial x}$ atd. a poté dosad'te do výrazů pro momenty hybnosti. Správně by operátory momentů hybnosti neměly mít žádnou závislost na r (můžete to pro jednoduchost i předpokládat).

Příklad č.4

Hamiltonián se sféricky symetrickým potenciálem

Mějme hamiltonián s potenciálem závislým pouze na r , tedy

$$\hat{H} = \frac{1}{2m} \sum_{i=1}^3 \hat{P}_i^2 + \hat{V}(\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}). \quad (5)$$

Přechodem do sférických souřadnic ukažte, že má Hamiltonián následující tvar:

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \left[\left(\frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial}{\partial r} - \frac{1}{\hbar^2 r^2} \hat{L}^2(\theta, \phi) \right) \right] + \hat{V}(r). \quad (6)$$