

《高等量子力学》2021 试题

1. 已知有限维线性空间的算符 \hat{A} 和 \hat{B} 对易, 满足 $[\hat{A}, \hat{B}] = 0$, $\{|i\alpha\rangle\}$ 和 $\{|j\beta\rangle\}$ 分别为算符 \hat{A} 和 \hat{B} 的正交归一的本征矢量组, 也即:

$$\begin{aligned}\hat{A}|i\alpha\rangle &= a_i|i\alpha\rangle, & \alpha &= 1, 2, \dots, m_i \\ \hat{B}|j\beta\rangle &= b_j|j\beta\rangle, & \beta &= 1, 2, \dots, m_j\end{aligned}$$

其中 m_i 和 m_j 分别为本征值 a_i 和 b_j 的简并度.

- 证明如下定义的 $|ji\alpha\rangle$ 是算符 \hat{A} 和 \hat{B} 的共同的本征矢量:

$$|ji\alpha\rangle = \sum_{\beta} |j\beta\rangle \langle j\beta|i\alpha\rangle$$

它们是否是归一化的? 彼此之间是否正交?

- 全部 $|ji\alpha\rangle$ 的总数是多少? 它们是线性相关的还是线性无关的?

2. 若函数 $f(t)$ 可以写成如下泰勒展开形式:

$$f(t) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{c_n}{n!} t^n$$

其中 $c_n = f^{(n)}(0)$ 为已知系数, 证明关于位置算符 \hat{x} 和动量算符 \hat{p} 的下列等式成立(已知 $[\hat{x}, \hat{p}] = i\hbar$):

$$[\hat{x}, f(\hat{p})] = i\hbar \frac{\partial f(\hat{p})}{\partial \hat{p}}, \quad [\hat{p}, f(\hat{x})] = -i\hbar \frac{\partial f(\hat{x})}{\partial \hat{x}}$$

3. 若 \hat{x} 和 \hat{p} 分别为一维位置和动量算符, 满足 $[\hat{x}, \hat{p}] = i\hbar$, $|x\rangle$ 和 $|p\rangle$ 分别为 \hat{x} 和 \hat{p} 的本征值为 x 和 p 的本征矢量, 满足连续本征值的归一化条件: $\langle x|x'\rangle = \delta(x - x')$, $\langle p|p'\rangle = \delta(p - p')$, 由此证明:

$$\langle x|p\rangle = \frac{e^{\frac{i}{\hbar}xp}}{\sqrt{2\pi\hbar}}$$

4. 已知 $\Psi(\vec{r}, t)$ 为电子波函数(四分量旋量), 并满足自由的狄拉克方程

$$\left[i\hbar \frac{\partial}{\partial t} - c\vec{\alpha} \cdot (-i\hbar \vec{\nabla}) - \beta mc^2 \right] \Psi(\vec{r}, t) = 0$$

其中 c 为真空中光速, 证明如下连续性方程:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot \vec{j} = 0$$

其中 $\rho = \Psi^\dagger \Psi$ 和 $\vec{j} = \Psi^\dagger c\vec{\alpha} \Psi$, 并简要说明其物理含义。

5. 电量为 e 的带点粒子在电磁场(没有量子化的外场)中运动, 其波函数 $\Psi(\vec{r}, t)$ 满足如下狄拉克方程:

$$i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t} = \hat{H} \Psi = \left[c\vec{\alpha} \cdot \left(-i\hbar \vec{\nabla} - \frac{e}{c} \vec{A} \right) + \beta mc^2 + e\phi \right] \Psi$$

将四分量旋量 Ψ 分解成两个二分量旋量组合: $\Psi = \begin{bmatrix} \Psi_a \\ \Psi_b \end{bmatrix}$, 在泡利—狄拉克表象下, 哈密顿量 \hat{H} 为

$$\hat{H} = \begin{bmatrix} mc^2 + e\phi & c\vec{\sigma} \cdot \left(-i\hbar \vec{\nabla} - \frac{e}{c} \vec{A} \right) \\ c\vec{\sigma} \cdot \left(-i\hbar \vec{\nabla} - \frac{e}{c} \vec{A} \right) & -mc^2 + e\phi \end{bmatrix}$$

考虑非相对论极限, 简要说明 Ψ_a 相对于 Ψ_b 为大量, 并推导非相对论极限下的哈密顿量 \hat{H}_{NR} :

$$\hat{H}_{\text{NR}} = \frac{1}{2m} \left(-i\hbar \vec{\nabla} - \frac{e}{c} \vec{A} \right)^2 + e\phi - \vec{\mu}_s \cdot \vec{H}$$

其中 $\vec{\mu}_s = \frac{e\hbar}{2mc} \vec{\sigma}$ 为自旋磁矩, $\vec{H} = \vec{\nabla} \times \vec{A}$ 为磁场强度.