

高等量子力学第一周作业

董建宇 202328000807038

习题 1.1

证明下述内积的定义满足内积定义的基本要求。其中注意到现在是定义在复数域上的矢量空间，关于矢量空间的定义需要适当修改： $\langle \phi | \psi \rangle = \langle \psi | \phi \rangle^*$

内积定义为：

$$\langle \phi | \psi \rangle \equiv (\phi, \psi) = \int d\vec{r} \phi^*(\vec{r}) \psi(\vec{r})$$

证明：

$$\begin{aligned}\langle \phi | \psi \rangle &= \int d\vec{r} \phi^*(\vec{r}) \psi(\vec{r}) = \left(\int d\vec{r} \psi^*(\vec{r}) \phi(\vec{r}) \right)^* = \langle \psi | \phi \rangle^*; \\ \langle \phi | \psi_1 + \psi_2 \rangle &= \int d\vec{r} \phi^*(\vec{r}) (\psi_1(\vec{r}) + \psi_2(\vec{r})) = \int d\vec{r} \phi^*(\vec{r}) \psi_1(\vec{r}) + \int d\vec{r} \phi^*(\vec{r}) \psi_2(\vec{r}) \\ &= \langle \phi | \psi_1 \rangle + \langle \phi | \psi_2 \rangle; \\ \langle \phi | \lambda \psi \rangle &= \int d\vec{r} \phi^*(\vec{r}) \lambda \psi(\vec{r}) = \lambda \int d\vec{r} \phi^*(\vec{r}) \psi(\vec{r}) = \lambda \langle \phi | \psi \rangle; \\ \langle \phi | \phi \rangle &= \int d\vec{r} \phi^*(\vec{r}) \phi(\vec{r}) = \int d\vec{r} |\phi(\vec{r})|^2 \geq 0; \\ \langle \phi | \phi \rangle &= 0 \text{ 当且仅当 } \phi(\vec{r}) = 0.\end{aligned}$$

综上所述，上述内积定义满足内积定义的基本要求。

习题 1.2

证明 Schwartz 不等式：对于任意量子态 $|\phi\rangle$ 和 $|\psi\rangle$,

$$\langle \phi | \psi \rangle \langle \psi | \phi \rangle \leq \langle \phi | \phi \rangle \langle \psi | \psi \rangle$$

由于任意量子态模平方大于等于 0，则有：

$$(\langle \phi | + \lambda^* \langle \psi |)(|\phi\rangle + \lambda |\psi\rangle) \geq 0.$$

其中 λ 可以为任意复数。不妨另

$$\lambda = -\frac{\langle \psi | \phi \rangle}{\langle \psi | \psi \rangle}.$$

则上述恒成立不等式为：

$$\langle \phi | \phi \rangle - \frac{\langle \psi | \phi \rangle \langle \phi | \psi \rangle}{\langle \psi | \psi \rangle} - \frac{\langle \phi | \psi \rangle \langle \psi | \phi \rangle}{\langle \psi | \psi \rangle} + \frac{\langle \phi | \psi \rangle \langle \psi | \phi \rangle}{\langle \psi | \psi \rangle} \geq 0.$$

则有:

$$\langle \phi | \psi \rangle \langle \psi | \phi \rangle \leq \langle \phi | \phi \rangle \langle \psi | \psi \rangle.$$

习题 1.3

对于下面的三个量子态

$$|\phi_1\rangle = |1\rangle + |2\rangle$$

$$|\phi_2\rangle = |2\rangle + |3\rangle$$

$$|\phi_3\rangle = |1\rangle + |3\rangle$$

其中 $\langle i | j \rangle = \delta_{ij}$ ($i, j \in 1, 2, 3$)。

问题 1: 判断 $|\phi_1\rangle, |\phi_2\rangle, |\phi_3\rangle$ 是否线型独立;

问题 2: 用施密特正交化的方法构造三个正交归一基矢。

1 选取 $|1\rangle, |2\rangle, |3\rangle$ 作为基矢, 三个量子态在该基矢表象下的列向量构成一个矩阵为:

$$A = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 1 \end{pmatrix}$$

可以计算矩阵 A 的行列式为 $\det(A) = 2 \neq 0$, 即三个列向量线性无关, 即 $|\phi_1\rangle, |\phi_2\rangle, |\phi_3\rangle$ 线型独立。

2

$$|\psi_1\rangle = \frac{|\phi_1\rangle}{\sqrt{\langle \phi_1 | \phi_1 \rangle}} = \frac{1}{\sqrt{2}} |1\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |2\rangle;$$

$$|\phi'_2\rangle = |\phi_2\rangle - |\psi_1\rangle \langle \psi_1 | \phi_2 \rangle = -\frac{1}{2} |1\rangle + \frac{1}{2} |2\rangle + |3\rangle,$$

$$|\psi_2\rangle = \frac{|\phi'_2\rangle}{\sqrt{\langle \phi'_2 | \phi'_2 \rangle}} = -\frac{1}{\sqrt{6}} |1\rangle + \frac{1}{\sqrt{6}} |2\rangle + \frac{2}{\sqrt{6}} |3\rangle;$$

$$|\phi'_3\rangle = |\phi_3\rangle - |\psi_1\rangle \langle \psi_1 | \phi_3 \rangle - |\psi_2\rangle \langle \psi_2 | \phi_3 \rangle = \frac{2}{3} |1\rangle - \frac{2}{3} |2\rangle + \frac{2}{3} |3\rangle,$$

$$|\psi_3\rangle = \frac{|\phi'_3\rangle}{\sqrt{\langle \phi'_3 | \phi'_3 \rangle}} = \frac{1}{\sqrt{3}} |1\rangle - \frac{1}{\sqrt{3}} |2\rangle + \frac{1}{\sqrt{3}} |3\rangle.$$

即三个正交归一基矢分别为:

$$|\psi_1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |1\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |2\rangle;$$

$$|\psi_2\rangle = -\frac{1}{\sqrt{6}} |1\rangle + \frac{1}{\sqrt{6}} |2\rangle + \frac{2}{\sqrt{6}} |3\rangle;$$

$$|\psi_3\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} |1\rangle - \frac{1}{\sqrt{3}} |2\rangle + \frac{1}{\sqrt{3}} |3\rangle.$$

习题 1.4

证明厄米算符不同本征值对应的本征态正交。

考虑厄米算符 \hat{A} 的本征值方程:

$$\hat{A}|\phi_1\rangle = a_1|\phi_1\rangle; \hat{A}|\phi_2\rangle = a_2|\phi_2\rangle.$$

其中 $a_1 \neq a_2$, 且 a_1, a_2 为实数。

则有:

$$\langle\phi_2|\hat{A}|\phi_1\rangle = a_1\langle\phi_2|\phi_1\rangle = a_2\langle\phi_2|\phi_1\rangle.$$

即

$$(a_1 - a_2)\langle\phi_2|\phi_1\rangle = 0.$$

由于 $a_1 \neq a_2$, 则有 $\langle\phi_2|\phi_1\rangle = 0$, 即厄米算符不同本征值对应的本征态正交。

习题 1.5

证明如果 P 和 Q 是投影算符, 且 $PQ = 0$, 那么 $P + Q$ 也是投影算符。

因为 P 和 Q , 是投影算符, 则有:

$$P^\dagger = P, P^2 = P; Q^\dagger = Q, Q^2 = Q.$$

则有:

$$(P + Q)^\dagger = P^\dagger + Q^\dagger = P + Q; (P + Q)^2 = P^2 + Q^2 + PQ + QP = P + Q.$$

其中应有 $PQ = QP = 0$ 。

习题 1.6

证明: $p_i \geq 0$ 并且 $\sum_i p_i = 1$ 。

$$p_i = \langle\psi|\hat{P}_i|\psi\rangle = \langle\psi|a_i\rangle\langle a_i|\psi\rangle = |\langle a_i|\psi\rangle|^2 \geq 0,$$

$$\sum_i p_i = \langle\psi|\sum_i \hat{P}_i|\psi\rangle = \langle\psi|\psi\rangle = 1.$$

习题 1.7

证明: 如果两个量子态相差一个整体相位, 即 $|\psi\rangle = e^{i\theta}|\phi\rangle$, 那么当系统分别处于这两个量子态时, 任意可观测量都给出完全一样的测量结果。

考虑任意可观测量对应的厄米算符 \hat{A} , 其测量结果为:

$$\langle\psi|\hat{A}|\psi\rangle = \langle\phi|e^{-i\theta}\hat{A}e^{i\theta}|\phi\rangle = \langle\phi|\hat{A}|\phi\rangle.$$

即当两个量子态相差一个整体相位时, 任意可观测量都给出完全一样的测量结果。

习题 1.8

证明方程:

$$e^{ix'\hat{p}/\hbar}\hat{x}e^{-ix'\hat{p}/\hbar} = \hat{x} + x'.$$

为了方便计算, 令 $\hat{A} = x'\hat{p}/\hbar$ 。则有:

$$\begin{aligned} e^{i\hat{A}} &= 1 + i\hat{A} + \frac{1}{2!}(i\hat{A})^2 + \cdots, \\ e^{-i\hat{A}} &= 1 - i\hat{A} + \frac{1}{2!}(-i\hat{A})^2 + \cdots, \end{aligned}$$

则有

$$\begin{aligned} e^{i\hat{A}}\hat{x}e^{-i\hat{A}} &= \left(1 + i\hat{A} + \frac{1}{2!}(i\hat{A})^2 + \cdots\right)\hat{x}\left(1 - i\hat{A} + \frac{1}{2!}(-i\hat{A})^2 + \cdots\right) \\ &= \left(\hat{x} + i\hat{A}\hat{x} + \frac{1}{2!}(i\hat{A})^2\hat{x} + \cdots\right)\left(1 - i\hat{A} + \frac{1}{2!}(-i\hat{A})^2 + \cdots\right) \\ &= \hat{x} - i[\hat{x}, \hat{A}] - \frac{1}{2!}[\hat{x}, \hat{A}^2] + \cdots \end{aligned}$$

带入 $\hat{A} = x'\hat{p}/\hbar$, 可以得到

$$[\hat{x}, \hat{A}^n] = \begin{cases} ix', & n = 1; \\ 0, & n \geq 2. \end{cases}$$

则有:

$$e^{ix'\hat{p}/\hbar}\hat{x}e^{-ix'\hat{p}/\hbar} = \hat{x} + x'$$