

第四周作业

1. 证明对易关系恒等式

$$[\hat{A}, \hat{B}\hat{C}] = [\hat{A}, \hat{B}]\hat{C} + \hat{B}[\hat{A}, \hat{C}],$$

$$[\hat{A}\hat{B}, \hat{C}] = [\hat{A}, \hat{C}]\hat{B} + \hat{A}[\hat{B}, \hat{C}].$$

证明

$$\begin{aligned} [\hat{A}, \hat{B}\hat{C}] &= \hat{A}\hat{B}\hat{C} - \hat{B}\hat{C}\hat{A} \\ &= \hat{A}\hat{B}\hat{C} - \hat{B}\hat{A}\hat{C} + \hat{B}\hat{A}\hat{C} - \hat{B}\hat{C}\hat{A} \\ &= [\hat{A}, \hat{B}]\hat{C} + \hat{B}[\hat{A}, \hat{C}]. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [\hat{A}\hat{B}, \hat{C}] &= \hat{A}\hat{B}\hat{C} - \hat{C}\hat{A}\hat{B} \\ &= \hat{A}\hat{B}\hat{C} - \hat{A}\hat{C}\hat{B} + \hat{A}\hat{C}\hat{B} - \hat{C}\hat{A}\hat{B} \\ &= [\hat{A}, \hat{C}]\hat{B} + \hat{A}[\hat{B}, \hat{C}]. \end{aligned}$$

2. 证明对易关系 $[\mathbf{p}, F(\mathbf{r})] = -i\hbar\nabla F$ 。

证明

$$\begin{aligned} [\mathbf{p}, F(\mathbf{r})]\Psi &= -i\hbar\nabla(F\Psi) + Fi\hbar\nabla\Psi \\ &= -i\hbar\nabla F\Psi - Fi\hbar\nabla\Psi + Fi\hbar\nabla\Psi \\ &= -i\hbar\nabla F\Psi, \\ [\mathbf{p}, F(\mathbf{r})] &= -i\hbar\nabla F. \end{aligned}$$

3. 证明

定理 1 厄米算符的本征值必为实数。

定理 2 厄米算符的对应于不同本征值的本征函数，彼此正交。

证明 当体系处于厄米算符 \hat{O} 的本征态 ψ_n 时，测量 O 的平均值即为本征值 O_n ，

$$\hat{O}\psi_n = O_n\psi_n,$$

$$\bar{O} = (\psi_n, \hat{O}\psi_n) = O_n(\psi_n, \psi_n) = O_n.$$

根据

$$\bar{O} = (\psi, \hat{O}\psi) = (\hat{O}\psi, \psi) = (\psi, \hat{O}\psi)^* = \bar{O}^*,$$

即厄米算符在任何状态下的平均值都为实数。所以在 ψ_n 态下平均值也必为实数，即厄米算符的本征值必为实数，定理 1 得证。

设 ψ_n 和 ψ_m 分别是厄米算符 \hat{O} 的本征值为 O_n 和 O_m 的本征函数

$$\hat{O}\psi_n = O_n\psi_n,$$

$$\hat{O}\psi_m = O_m\psi_m,$$

并设 (ψ_n, ψ_m) 存在。利用 $O_m^* = O_m$ ，取复共轭，右乘 ψ_n 积分得

$$\begin{aligned}\hat{O}^* \psi_m^* &= O_m^* \psi_m^* = O_m \psi_m^*, \\ (\hat{O} \psi_m, \psi_n) &= O_m (\psi_m, \psi_n).\end{aligned}$$

利用厄米算符特性

$$(\hat{O} \psi_m, \psi_n) = (\psi_m, \hat{O}^\dagger \psi_n) = (\psi_m, \hat{O} \psi_n) = O_n (\psi_m, \psi_n),$$

两式相减可得

$$(O_m - O_n)(\psi_m, \psi_n) = 0.$$

因此，如两个本征值不同， $O_m \neq O_n$ ，则必须 $(\psi_m, \psi_n) = 0$ ，定理 2 得证。

4. 求角动量的z分量 $\hat{l}_z = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \varphi}$ 的本征函数。

提示：当绕z轴旋转一圈后， $\varphi \rightarrow \varphi + 2\pi$ ，粒子回到原来位置。作为一个力学量所相应的算符， $\hat{l}_z = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \varphi}$ 必须为厄米算符。为了保证其厄米性，要求波函数满足周期性条件（或称为单值条件），

$$\Phi(\varphi + 2\pi) = \Phi(\varphi).$$

解 本征方程为

$$\begin{aligned}-i\hbar \frac{\partial}{\partial \varphi} \Phi &= l'_z \Phi, \\ \frac{\partial \ln \Phi}{\partial \varphi} &= \frac{il'_z}{\hbar},\end{aligned}$$

易于解出

$$\Phi(\varphi) = C \exp(il'_z \varphi / \hbar).$$

C 为积分常数，可由归一化条件定之。当绕z轴旋转一圈后，波函数满足周期性条件

$$\begin{aligned}\Phi(\varphi + 2\pi) &= \Phi(\varphi), \\ l'_z &= m\hbar, \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots\end{aligned}$$

即角动量z分量的本征值是量子化的。相应本征函数记为

$$\Phi_m(\varphi) = C e^{im\varphi}.$$

利用归一化条件

$$\int_0^{2\pi} |\Phi_m(\varphi)|^2 d\varphi = 2\pi |C|^2 = 1,$$

通常取 C 为正实数，可得归一化波函数为

$$\Phi_m(\varphi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{im\varphi}.$$

容易证明本征函数的正交归一性

$$(\Phi_m, \Phi_n) = \int_0^{2\pi} \Phi_m^*(\varphi) \Phi_n(\varphi) d\varphi = \delta_{mn}.$$