## 课堂练习

## 练习1:对 $S_{1/2}$ 空间和 $L_2[0,a]$ 空间,分别写出其代表性右矢对应的左矢

解: 对 $S_{1/2}$ 空间,其代表性右矢为 $|a\rangle=\begin{bmatrix}a_1\\a_2\end{bmatrix}$ ,对应的左矢为 $\langle a|=[a_1^*\quad a_2^*]$ ,为原矩阵的厄米共轭矩阵。

对 $L_2[0,a]$ 空间,其代表性右矢为 $|\varphi\rangle=\varphi(x)$ ,对应的左矢为 $\langle\varphi|=\varphi^*(x)$ ,为原函数的复共轭函数。

练习2:设 $\hat{B},\hat{C}$ 为可逆算符,证明 $(\hat{B}\hat{C})^{-1}=\hat{C}^{-1}\hat{B}^{-1}$ 

**证明**: 设 $\hat{A} = \hat{B}\hat{C}$ , 则由于 $\hat{B}$ ,  $\hat{C}$ 为可逆算符,故 $\hat{A}$ 也为可逆算符,且有 $\hat{A}^{-1}\hat{A} = \hat{I}$ ,代入得 $(\hat{B}\hat{C})^{-1}\hat{B}\hat{C} = \hat{I}$ ,两边右乘 $\hat{C}^{-1}\hat{B}^{-1}$ ,得:

$$\hat{C}^{^{-1}}\hat{B}^{^{-1}} = (\hat{B}\hat{C})^{^{-1}}\hat{B}\hat{C}\hat{C}^{^{-1}}\hat{B}^{^{-1}} = (\hat{B}\hat{C})^{^{-1}}\hat{B}(\hat{C}\hat{C}^{^{-1}})\hat{B}^{^{-1}} = (\hat{B}\hat{C})^{^{-1}}\hat{B}\hat{I}\hat{B}^{^{-1}} \\ = (\hat{B}\hat{C})^{^{-1}}\hat{B}\hat{B}^{^{-1}} = (\hat{B}\hat{C})^{^{-1}}(\hat{B}\hat{B}^{^{-1}}) = (\hat{B}\hat{C})^{^{-1}}$$

故原题得证。

## 练习3:对于任意矢量|u angle,|v angle均有 $\langle u|\hat{A}|v angle=\langle u|\hat{B}|v angle$ ,则 $\hat{A}=\hat{B}$

**证明**: 移项可得 $\langle u|(\hat{A}-\hat{B})|v\rangle=0$ ,将 $\langle u|$ 按共轭空间的基矢  $\{\langle a_i|\}$ 展开,得 $\langle u|=\sum_i\langle u|a_i\rangle\langle a_i|$ ,从而有 $\sum_i\langle u|a_i\rangle\langle a_i|(\hat{A}-\hat{B})|v\rangle=0$ ,该式对任意 $|u\rangle$ , $|v\rangle$ 均成立(因此可以取一个向量 $|u\rangle$ ,使得对任意的i都有 $\langle u|a_i\rangle\neq0$ ),这意味着 $(\hat{A}-\hat{B})|v\rangle$ 与共轭空间的所有基矢均正交,从而 $(\hat{A}-\hat{B})|v\rangle$ 只能为零向量(否则 $\langle u|(\hat{A}-\hat{B})|v\rangle=0$ 不成立),即 $|(\hat{A}-\hat{B})|v\rangle=0$ ,移项得 $\hat{A}|v\rangle=\hat{B}|v\rangle$ ,因此 $\hat{A}=\hat{B}$ ,证毕

**另证**:原式两边左乘任意不为零的矢量 $|w\rangle$ ,得 $|w\rangle\langle u|\hat{A}|v\rangle=|w\rangle\langle u|\hat{B}|v\rangle$ ,即  $(|w\rangle\langle u|\hat{A})\cdot|v\rangle=(|w\rangle\langle u|\hat{B})\cdot|v\rangle$ 。根据算符相等的定义,有 $|w\rangle\langle u|\hat{A}=|w\rangle\langle u|\hat{B}$ ,然后再左乘相应的共轭矢量 $\langle w|$ ,得 $\langle w|w\rangle\langle u|\hat{A}=\langle w|w\rangle\langle u|\hat{B}$ ,消去 $\langle w|w\rangle\langle u|\hat{A}=\langle u|\hat{B}$ ,再根据算符相等的定义,得  $\hat{A}=\hat{B}$ 

练习4:证明 $(\hat{A}^{\dagger})^{\dagger}=\hat{A}$ 

**证明**: 对于矢量 $|u\rangle,|v\rangle$ ,由算符的厄米共轭性质,得 $\langle u|\hat{A}|v\rangle=\langle v|\hat{A}^\dagger|u\rangle^*$ ,两边取复共轭,得  $\langle u|\hat{A}|v\rangle^*=\langle v|\hat{A}^\dagger|u\rangle$ ,另一方面,按照厄米共轭算符的定义, $\langle v|\hat{A}^\dagger|u\rangle=\langle u|(\hat{A}^\dagger)^\dagger|v\rangle^*$ ,因此  $\langle u|\hat{A}|v\rangle^*=\langle u|(\hat{A}^\dagger)^\dagger|v\rangle^*$ ,两边再取复共轭,得 $\langle u|\hat{A}|v\rangle=\langle u|(\hat{A}^\dagger)^\dagger|v\rangle$ ,结合前面的练习3,可得  $(\hat{A}^\dagger)^\dagger=\hat{A}$ 。

练习:在函数空间中, $\hat{d}_x$ 作用在右矢的定义是非常明确的, $\hat{d}_x|u\rangle=\frac{d}{dx}u(x)$ 。但根据前面的讨论,算符 $\hat{d}_x$ 也应该能作用于左矢,那么如何定义 $\langle u|\hat{d}_x$ ?

**解**:我们知道, $\frac{d}{dx}$ 是一个右结合的运算符,即波函数在坐标表象下表示时,形式上 $\frac{d}{dx}$ 只能作用在其右侧的波函数v(x),而不能作用在左侧的波函数u(x),因此考虑函数空间的如下内积 $\langle u|\hat{d}_x|v\rangle$ ,有:

$$\langle u|\hat{d}_x|v
angle = \int_0^a u^*(x)\hat{d}_xv(x)dx = \int_0^a u^*(x)rac{dv(x)}{dx}dx = \int_0^a u^*(x)dv(x)$$
 
$$= [u^*(x)v(x)]_0^a - \int_0^a du^*(x)v(x) \quad ( 利用分部积分法)$$
 
$$= -\int_0^a du^*(x)v(x) \quad ( 利用波函数的边界条件,即波函数在边界的函数值为 $0$ )$$

比较 $\int_0^a u^*(x) \hat{d}_x v(x) dx$ 和 $-\int_0^a du^*(x) v(x)$ 得 $\langle u | \hat{d}_x = -\frac{d}{dx} u^*(x)$ 

练习: 在 $L_2[0,a]$ 空间中证明: (1)  $\hat{p}_x$ 是个厄米算符; (2)  $\hat{p}_x$ 与x不对易,且满足 $[\hat{x},\hat{p}_x]=\mathrm{i}\hbar$ 

证明: (1) 易知:

$$\begin{split} \langle u|\hat{p}_x|v\rangle &= \int_0^a u^*(x)\hat{p}_x v(x) dx = \int_0^a u^*(x)[-\mathrm{i}\hbar\frac{dv(x)}{dx}] dx = -\mathrm{i}\hbar\int_0^a u^*(x) dv(x) \\ &= -\mathrm{i}\hbar\{[u^*(x)v(x)]_0^a - \int_0^a du^*(x)v(x)\} = -\mathrm{i}\hbar\{-\int_0^a du^*(x)v(x)\} \\ &= \int_0^a [\mathrm{i}\hbar\frac{du^*(x)}{dx}]v(x) dx = \int_0^a [\hat{p}_x u(x)]^*v(x) dx \\ &= [\int_0^a v^*(x)\hat{p}_x u(x) dx]^* = \langle v|\hat{p}_x|u\rangle^* \end{split}$$

因此根据定义,得 $\hat{p}_x$ 是个厄米算符

(2) 易知:

$$\begin{split} \langle u | \hat{x} \hat{p}_x | v \rangle &= \int_0^a u^*(x) \hat{x} \hat{p}_x v(x) dx = \int_0^a u^*(x) \hat{x} [-\mathrm{i}\hbar \frac{dv(x)}{dx}] dx = -\mathrm{i}\hbar \int_0^a u^*(x) \hat{x} dv(x) \\ &= -\mathrm{i}\hbar \int_0^a u^*(x) x dv(x) = -\mathrm{i}\hbar \int_0^a x u^*(x) dv(x) \\ \langle u | \hat{p}_x \hat{x} | v \rangle &= \int_0^a u^*(x) \hat{p}_x \hat{x} v(x) dx = \int_0^a u^*(x) \hat{p}_x [xv(x)] dx = \int_0^a u^*(x) \{-\mathrm{i}\hbar \frac{d[xv(x)]}{dx}\} dx \\ &= -\mathrm{i}\hbar \int_0^a u^*(x) \{v(x) + \frac{dv(x)}{dx}\} dx = -\mathrm{i}\hbar \int_0^a u^*(x) \{v(x) + \frac{dv(x)}{dx}\} dx \\ &= -\mathrm{i}\hbar \int_0^a u^*(x) v(x) dx - \mathrm{i}\hbar \int_0^a x u^*(x) dv(x) \end{split}$$

因此:

$$\begin{split} \langle u|[\hat{x},\hat{p}_x]|v\rangle &= \langle u|(\hat{x}\hat{p}_x-\hat{p}_x\hat{x})|v\rangle = \langle u|\hat{x}\hat{p}_x|v\rangle - \langle u|\hat{p}_x\hat{x}|v\rangle = \mathrm{i}\hbar\int_0^a u^*(x)v(x)dx \\ &= \mathrm{i}\hbar\langle u|v\rangle = \langle u|(\mathrm{i}\hbar\hat{I})|v\rangle \end{split}$$

从而 $[\hat{x},\hat{p}_x]=\mathrm{i}\hbar\hat{I}=\mathrm{i}\hbar$ ,证毕