

### 3.2.4. Эрмитово сопряжение

Для любого оператора  $\hat{A}$ , действующего в пространстве состояний, определим оператор  $\hat{A}^+$ , называемый эрмитово сопряжённым оператором для оператора  $\hat{A}$ , с помощью формулы

$$\langle \phi | \hat{A}^+ | \psi \rangle = \overline{\langle \psi | \hat{A} | \phi \rangle} \quad (\text{или } \langle \phi | \hat{A}^+ | \psi \rangle = \langle \psi | \hat{A} | \phi \rangle^*). \quad (30)$$

Оператор  $\hat{A}$  называют эрмитовым, если

$$\hat{A} = \hat{A}^+. \quad (31)$$

Оператор называют унитарным, если

$$\hat{A}^+ \hat{A} = \hat{1} \quad \text{и} \quad \hat{A} \hat{A}^+ = \hat{1}. \quad (32)$$

Можно провести следующие аналогии между операторами и числами: эрмитов оператор – аналогичен вещественному числу, унитарный оператор – аналогичен комплексному числу с модулем, равным единице.

Определим эрмитово сопряжённый вектор (бра-вектор) для вектора состояния  $|\psi\rangle$  (кет-вектора):

$$\langle \psi | = (|\psi\rangle)^+. \quad (33)$$

Справедливы соотношения:

$$1. (c\hat{A})^+ = c^* \hat{A}^+. \quad (34)$$

Доказательство.  $\langle \phi | (c\hat{A})^+ | \psi \rangle \stackrel{(30)}{=} \overline{\langle \psi | c\hat{A} | \phi \rangle}$ . Из свойства 1) скалярного произведения (п.3.1.2)  $\overline{c\langle \psi | \hat{A} | \phi \rangle} = c^* \overline{\langle \psi | \hat{A} | \phi \rangle} \stackrel{(30)}{=} c^* \langle \phi | \hat{A}^+ | \psi \rangle = \langle \phi | c^* \hat{A}^+ | \psi \rangle \Rightarrow (c\hat{A})^+ = c^* \hat{A}^+.$

$$2. (\hat{A}\hat{B})^+ = \hat{B}^+ \hat{A}^+. \quad (35)$$

Доказательство.  $\langle \phi | (\hat{A}\hat{B})^+ | \psi \rangle \stackrel{(30)}{=} \overline{\langle \psi | \hat{A}\hat{B} | \phi \rangle} \stackrel{|\hat{B}\phi\rangle \equiv \xi}{=} \overline{\langle \psi | \hat{A} | \xi \rangle} \stackrel{(30)}{=} \langle \xi | \hat{A}^+ | \psi \rangle \stackrel{|\hat{A}^+\psi\rangle \equiv \eta}{=} \langle \xi | \eta \rangle = \overline{\langle \eta | \xi \rangle} = \overline{\langle \eta | \hat{B}\phi \rangle} = \langle \phi | \hat{B}^+ | \eta \rangle = \langle \phi | \hat{B}^+ \hat{A}^+ | \psi \rangle \Rightarrow (\hat{A}\hat{B})^+ = \hat{B}^+ \hat{A}^+.$

$$3. (c|\psi\rangle)^+ = c^* \langle \psi |. \quad (36)$$

Доказательство.  $|c\psi\rangle^+ = \langle c\psi |$  по определению эрмитова сопряжения вектора. По свойству 2) скалярного произведения, множитель из бра-вектора выносится комплексно сопряжённым: если  $\langle c\psi | \phi \rangle = c^* \langle \psi | \phi \rangle$ , то  $\langle c\psi | = c^* \langle \psi |$ .

$$4. (\hat{A}|\psi\rangle)^+ = \langle \psi | \hat{A}^+. \quad (37)$$

Доказательство. Обозначим  $\hat{A}|\psi\rangle \equiv |\phi\rangle$ . Тогда  $|\phi\rangle^+ = \langle \phi |$ . Рассмотрим скалярное произведение  $\langle \xi | \hat{A} | \psi \rangle = \overline{\langle \xi | \phi \rangle} = \langle \phi | \xi \rangle = \langle \hat{A}\psi | \xi \rangle$ . С другой стороны,  $\overline{\langle \xi | \hat{A} | \psi \rangle} \stackrel{(30)}{=} \langle \psi | \hat{A}^+ | \xi \rangle \Rightarrow \langle \hat{A}\psi | \xi \rangle = \langle \psi | \hat{A}^+ | \xi \rangle$ , или  $\langle \hat{A}\psi | = \langle \psi | \hat{A}^+$ ,

или  $(|\hat{A}\psi\rangle)^+ = \langle\psi|\hat{A}^+$ . Доказано. Тогда, на основании (37) и (30), можно записать другое определение эрмитова сопряжения:

$$\langle\varphi|\hat{A}^+|\psi\rangle = \langle\hat{A}\varphi|\psi\rangle. \quad (38)$$

Для векторов  $|\psi\rangle$ , представленных функциями  $\psi(x)$ , можно записать определение эрмитова сопряжения (38) таким образом:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \varphi^*(x) \hat{A}^+ \psi(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} (\hat{A}\varphi(x))^* \psi(x) dx, \quad (39)$$

или

$$\int_{-\infty}^{\infty} \varphi^*(x) \hat{A} \psi(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} (\hat{A}^+ \varphi(x))^* \psi(x) dx. \quad (39')$$