

## Билет 2

### 1. Стационарные состояния, их временная зависимость. Уравнение Шредингера для стационарных состояний.

$$\psi = C \cdot e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)}$$

Уравнение Шредингера.

1. Уравнение должно быть линейным и однородным, чтобы выполнялся принцип дифракции и интерф. 2) Чтобы выполнялся принцип суперпозиции должно содержать мировые константы 3) Должно решаться для любых квантово-мех. задач.

$$\frac{\partial \psi}{\partial x} = ik_x \psi, \quad \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = -k_x^2 \psi$$

$$\Delta \psi = \nabla^2 \psi = -k^2 \psi = -(p/\hbar)^2 \psi$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial t} = -i\omega \psi = -i\frac{\varepsilon}{\hbar} \psi \quad \varepsilon = p^2/2m,$$

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = \varepsilon \psi = \frac{p^2}{2m} \psi = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi = i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t}$$

– для своб. микрочастицы, Мы будем рассм. потенциальные поля, Энергия в ктр.

$$\frac{p^2}{2m} = E - U$$

хар-ся , тогда

- Ур-е ШРЕДИНГЕРА. Если силовое поле стационарно, то ф-я  $U$  не зависит явно от времени и имеет смысл

$$\psi(\vec{r}, t) = \psi(\vec{r}) e^{-i\omega t}$$

потенц. энергии, тогда

$$e^{-i\omega t}$$

подставляя в Ур-е Шредингера и сокращая на получаем Ур-е для стационарных состояний

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi(\vec{r}) + U\psi(\vec{r}) = E\psi(\vec{r})$$

## Статистич. смысл пси ф-ции.

$$dP = |\psi|^2 dV$$

, квадрат модуля пси-ф-ии определяет вероятность  $dP$  того, что частица будет обнаружена в пределах объема  $dV$ , условии ктр. должна удовлетворять пси-ф-я: непрерывная, конечная, однозначная, производные непрерывны. Вычтем из ур-я Ш.

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi(x,t)}{\partial x^2} + U(x,t)\psi(x,t) = i\hbar \frac{\partial \psi(x,t)}{\partial t}$$

сопряженное ему ур-е

комплексно

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + U \psi = -i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t}, \text{ получим}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial}{\partial x} \left( \bar{\psi} \frac{\partial \psi}{\partial x} - \psi \frac{\partial \bar{\psi}}{\partial x} \right) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \left( \bar{\psi} \frac{\partial \psi}{\partial t} + \psi \frac{\partial \bar{\psi}}{\partial t} \right) \text{ или}$$

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi|^2 + \frac{\partial}{\partial x} \left( -\frac{i\hbar}{2m} \left( \bar{\psi} \frac{\partial \psi}{\partial x} - \psi \frac{\partial \bar{\psi}}{\partial x} \right) \right) = 0$$

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi|^2 + \operatorname{div} \left( -\frac{i\hbar}{2m} (\bar{\psi} \cdot \nabla \psi - \psi \cdot \nabla \bar{\psi}) \right) = 0$$

откуда

где выражение в скобках есть вектор

где выражение в скобках есть вектор плотности потока вероятности, по аналогии с уравнением непрерывности

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \operatorname{div} \vec{j} = 0$$

•  
Принцип суперпозиции. Пусть в состоянии с волновой функцией  $\psi_1(\vec{r})$  некоторое измерение приводит с достоверностью к определенному результату 1, а в состоянии с

волновой функцией  $\psi_2(\vec{r})$  – к результату 2. Тогда всякая линейная комбинация  $\psi_1$  и  $\psi_2$ , т.е. всякая

всякая линейная комбинация  $\psi_1$  и  $\psi_2$ , т.е. всякая волновая функция вида  $c_1\psi_1 + c_2\psi_2$ , где  $c_1$  и  $c_2$  - постоянные, дает состояние, в котором то же измерение дает либо результат 1, либо результат 2. Вероятности проявления этих результатов равны

$c_1^2$  и  $c_2^2$  соответственно. Если  $\psi_1(\vec{r}, t)$  и  $\psi_2(\vec{r}, t)$  являются решениями уравнения Шредингера, то и любая

$$\psi = \sum_n c_n \psi_n$$

их лин. комб.

также является решением уравнения Шредингера.

## 2. Основные постулаты квантовой механики.

Представление физических величин операторами.

Собственные функции и собственные значения

операторов, их связь с результатами измерений.

Состояние частицы в квантовой механике описывается заданием волновой функции

$\psi(x, y, z, t)$ , являющейся функцией пространственных координат и времени. **Второй постулат квантовой механики:**

каждой физической величине соответствует определенный оператор этой физической величины.

**1. Оператор координаты** - умножение на координату.

$$\bar{p} = -i\hbar \nabla$$

**Оператор импульса** -

**3. Оператор**

**момента импульса** -

$$L_x = y p_z - z p_y, L_y = z p_x - x p_z, L_z = x p_y - y p_x.$$

Лля

$L_x = yP_z - zP_y$ ,  $L_y = zP_x - xP_z$ ,  $L_z = xP_y - yP_x$ . Для сферических координат:

$$L_x = -i\hbar(\sin\phi(\partial/\partial\theta) + \operatorname{ctg}\theta\cos\phi(\partial/\partial\phi)),$$
$$L_y = -i\hbar(\cos\phi(\partial/\partial\theta) - \operatorname{ctg}\theta\sin\phi(\partial/\partial\phi)),$$
$$L_z = i\hbar(\partial/\partial\phi).$$

#### 4. Операторы энергий.

$$E_k = p^2/2m_0 = \hbar^2/2m_0 * \Delta. U\psi = U\psi. \quad \text{Гамильтониан}$$

$$H = E_k + U = -\hbar^2/2m_0 * \Delta + U.$$

Если при действии оператора на некоторую функцию получается та же самая функция, умноженная на число, то есть, если

самая функция, умноженная на число, то есть, если  $\Phi\psi=f\psi$ , то такую функцию называют **собственной функцией** оператора  $\Phi$ , а число  $f$  его **собственным значением**.

1. Спектр непрерывный. 2.

$$-\frac{i\hbar}{\psi} \nabla \psi = p_x \psi \Rightarrow \psi = C \exp(i p_x x / \hbar) \Rightarrow$$

спектр  
непрерывный. 3.

$$-i\hbar(\partial\psi/\partial\phi) = L_z \psi \Rightarrow \psi = C \exp(i L_z \phi / \hbar).$$

Учитывая,  $\psi(\phi + 2\pi) = \psi(\phi) \Rightarrow \exp(i L_z (\phi + 2\pi) / \hbar) = \exp(i L_z \phi / \hbar) \Rightarrow \exp(i L_z 2\pi / \hbar) = 1$

$\Rightarrow L_z 2\pi/\hbar = 2\pi m$ , где  $m=0, \pm 1, \pm 2\dots \Rightarrow L_z = m\hbar$ ,  
соответствует собственным функциям

$$\psi_n(x) = \frac{1}{\sqrt{L}} e^{i k_n x}$$

$$L^2 = \hbar^2 l(l+1), \quad l=0, \pm 1, \pm 2\dots$$

Задачи о нахождении спектра собственных значений оператора полной энергии  $\mathbf{H}$  связаны с заданием конкретного вида потенциального силового поля, в котором движется частица.

Формула для расчета среднего значения физической величины  $f$  в квантовом состоянии системы,

Формула для расчета среднего значения физической величины  $f$  в квантовом состоянии системы, описываемом волновой функцией  $\psi$ :

$$\langle f \rangle = \int \psi^* f \psi dV$$

- Часто эту формулу называют **4-м постулатом** квантовой механики.

Тема 2 (17)

Минимум разрешим ампл. волны сопоставим  
с величину  $10^{-10}$  м. Используя соотношение неонг.  
для квант. механики определить энергию  $E_k$ .

Дано:

$$\lambda = 10^{-10} \text{ м}$$

$$E_{k \min} - ?$$

Решение:

$$E_{k \min} = \frac{P_{\min}^2}{2m}$$

$$\Delta x \cdot \Delta p_x \geq \frac{\hbar}{2}$$

$$\Delta x = \frac{L}{2}$$

$$\Delta p_x = P_{\min} = \frac{\hbar}{L}$$

$$\Rightarrow E_{k \min} = \frac{\hbar^2}{L^2 2m} =$$

$$= \frac{(1,054 \cdot 10^{-34})^2}{10^{-20} \cdot 2 \cdot 1,6 \cdot 10^{-19}}$$