



Атомная физика

Лекция 7

Уравнение Шредингера

Движущейся частице с импульсом p и энергией E
сопоставлена волна

$$\psi = \psi_0 \cos(\omega \cdot t - \vec{k} \cdot \vec{r})$$

Из энергии получаем частоту:

$$E = h\nu = \frac{h}{2\pi} \cdot 2\pi\nu = \hbar \cdot \omega$$

\Rightarrow

$$\omega = \frac{E}{\hbar}$$

Из импульса получаем волновой вектор:

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{2\pi}{\left(\frac{h}{p}\right)} = \frac{2\pi \cdot p}{h} = \frac{p}{\hbar}$$

Уравнение Шредингера

$$\psi = \psi_0 \cos(\omega \cdot t - \vec{k} \cdot \vec{r})$$

$$\omega = \frac{E}{\hbar}$$

$$k = \frac{p}{\hbar}$$

$$\psi = \psi_0 \cos\left(\frac{E}{\hbar} \cdot t - \frac{\vec{p}}{\hbar} \cdot \vec{r}\right)$$

Для волны, бегущей вдоль оси OX
(частицы, движущейся
параллельно оси OX):

$$\psi(x) = \psi_0 \cos\left(\frac{E}{\hbar} \cdot t - \frac{p}{\hbar} \cdot x\right)$$

Уравнение Шредингера

Уравнение Шредингера:

- основное уравнение квантовой механики,
- описывает поведение микрочастицы в силовом поле,
- сочетает в себе как волновые, так и корпускулярные свойства микрочастиц,
- является законом природы,
- его нельзя строго вывести из каких-либо известных ранее соотношений (как и уравнения Ньютона в классической механике).

Справедливость **уравнения Шредингера** (записано в 1926 году) доказывается тем, что все вытекающие из него следствия точно согласуются с опытными фактами.

1. **Масса** микрочастицы - **m** : определяет её корпускулярные свойства.

2. **Потенциальная энергия** **$U(x, y, z, t)$** : определяет взаимодействие частицы с силовым полем.

В общем случае она зависит от координат микрочастицы и от времени.

3. **«Пси»-функция** **$\Psi(x, y, z, t)$** : определяет волновые свойства микрочастицы.

- является также функцией координат и времени.

Вид Ψ -функции определяется потенциальной энергией, то есть, характером тех сил, которые действуют на частицу.

Нестационарными называются состояния микрочастицы, в которых потенциальная энергия зависит и от координат и от времени:

$$U = U(x, y, z, t)$$

Уравнение Шредингера для нестационарных состояний записывается как

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \Psi + U \Psi = i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t}$$

Здесь

$$\Delta \Psi = \frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial z^2} \text{ - оператор Лапласа.}$$

Стационарными называются состояния микрочастицы, в которых её потенциальная энергия не зависит от времени и является функцией только координат:

$$U = U(x, y, z)$$

Уравнение Шредингера для стационарных состояний:

$$\Delta\psi + \frac{2m}{\hbar^2} (E - U)\psi = 0$$

E – полная энергия микрочастицы.

Стационарное уравнение Шрёдингера

Если потенциальная функция не зависит от времени:
 $U=U(x,y,z)$, то

$$\Psi(x, y, z, t) = \psi(x, y, z) \cdot e^{-i\omega \cdot t}$$



$$\frac{\partial \Psi}{\partial t} = \psi(x, y, z) \cdot \frac{\partial}{\partial t} \left(e^{-i\omega \cdot t} \right) = \psi \cdot (-i\omega) \cdot e^{-i\omega \cdot t}$$



$$\Delta \Psi(x, y, z, t) = e^{-i\omega \cdot t} \cdot \Delta \psi(x, y, z)$$

Стационарное уравнение Шрёдингера

$$\Psi(x, y, z, t) = \psi(x, y, z) \cdot e^{-i\omega \cdot t}$$

$$\frac{\partial \Psi}{\partial t} = \psi \cdot (-i\omega) \cdot e^{-i\omega \cdot t}$$

$$\Delta \Psi(x, y, z, t) = e^{-i\omega \cdot t} \cdot \Delta \psi(x, y, z)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \Delta \Psi + U \cdot \Psi = i\hbar \cdot \frac{\partial \Psi}{\partial t}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \cdot e^{-i\omega \cdot t} \cdot \Delta \psi + U \cdot e^{-i\omega \cdot t} \cdot \psi = i\hbar \cdot \psi \cdot (-i\omega) \cdot e^{-i\omega \cdot t}$$

Стационарное уравнение Шрёдингера

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \cancel{e^{-i\omega \cdot t}} \cdot \Delta \psi + U \cdot \cancel{e^{-i\omega \cdot t}} \cdot \psi = i\hbar \cdot \psi \cdot (-i\omega) \cdot \cancel{e^{-i\omega \cdot t}}$$

\Downarrow

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \Delta \psi + U \cdot \psi = i\hbar \cdot \psi \cdot (-i\omega)$$

$\downarrow E = \hbar \cdot \omega$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \Delta \psi + U \cdot \psi = E \cdot \psi$$

\Downarrow

$$\Delta \psi + \frac{2m}{\hbar^2} (E - U) \cdot \psi = 0$$

Уравнение Шредингера позволяет найти ответ на следующие вопросы.

1. Каков энергетический спектр микрочастицы: дискретный или непрерывный?

$$E_1, E_2, \dots, E_n$$

2. Каков вид волновых функций?

$$\Psi_1, \Psi_2, \dots, \Psi_n$$

3. В какой точке силового поля локализована микрочастица?

$$|\Psi_1|^2, |\Psi_2|^2, \dots, |\Psi_n|^2$$

Волновая функция и её свойства

Особенностью квантово-механического описания поведения микрочастиц является **вероятностный подход**.

Вероятностной является причинно – следственная связь между событиями микрочастицы.

При этом изменяется не сама вероятность поведения микрочастицы, а величина, названная **амплитудой вероятности** или «пси»-функцией.

$$\psi(x, y, z, t)$$

Волновая функция описывает волновые свойства частиц.

Свойства волновой функции

Правильную интерпретацию физического смысла волновой функции дал М. Борн в 1926 г.

1. **Физический смысл** имеет не сама волновая функция, а квадрат ее модуля: **квадрат модуля волновой функции равен плотности вероятности нахождения частицы в соответствующем объёме пространства.**

$$|\Psi|^2 = \frac{dP}{dV}$$

2. **Вероятность P** нахождения микрочастицы в заданном объёме **V равна единице:**

$$P = \int_{-\infty}^{\infty} dP = 1$$

3. Условие нормировки волновой функции:

$$\int_V |\Psi|^2 dV = 1$$

4. Волновая функция должна быть:

- **непрерывной**, поскольку описывает последовательное изменение поведения микрочастицы в некотором заданном пространстве;
- **однозначной и конечной**, т.е. давать один ответ на поставленный вопрос о месте нахождения микрочастицы;
- **интегрируемой и дифференцируемой** по координатам и времени.

5. **Первые и вторые производные от волновой функции должны быть также непрерывными.**

Из уравнения Шредингера и из условий, налагаемых на волновую функцию, непосредственно вытекают **правила квантования**.

Решения уравнения Шредингера существуют не при любых, а только при **некоторых значениях величин**, получивших название **собственных значений**.

Собственные значения полной энергии образуют **дискретный энергетический спектр** микрочастицы:

$$E_1, E_2, E_3 \dots$$

Собственные функции, собственные значения

$$\Delta\psi + \frac{2m}{\hbar^2}(E - U) \cdot \psi = 0$$

Решение уравнения Шрёдингера существует не для любых значений энергии E

Значения энергии, при которых решение существует, называются **собственными значениями**

Соответствующие им волновые функции тоже называются **собственными функциями**

Совокупность собственных значений энергии – **спектр** (энергетический спектр)

Спектр энергии может быть дискретным (набор конкретных значений) или непрерывным, сплошным

Собственным значениям энергии микрочастицы соответствуют **собственные волновые функции**.

$$\Psi_1, \Psi_2, \Psi_3 \dots$$

Далее можно найти **вероятность нахождения частицы в различных точках пространства**:

$$\Psi_1^2, \Psi_2^2, \dots, \Psi_n^2$$

Нахождения собственных значений всех величин представляет весьма **трудную математическую задачу**.

Собственные функции, собственные значения

Если спектр дискретный, собственные значения можно пронумеровать:

$$\begin{array}{ccc} E_1 & \rightarrow & \psi_1 \\ E_2 & \rightarrow & \psi_2 \\ & \dots & \\ E_i & \rightarrow & \psi_i \end{array}$$

Если одному и тому же собственному значению энергии соответствует несколько волновых функций, тогда соответствующий уровень энергии называется вырожденным

$$E_n \rightarrow \psi_{n1}; \psi_{n2}; \psi_{n3}$$

Кратность вырождения равна числу волновых функций

Квантование энергии при решении уравнения Шрёдингера получается естественно, без привлечения каких-либо дополнительных соображений

Движение свободной частицы

Свободная частица движется вдоль оси X в свободном пространстве при отсутствии внешних силовых полей.

В этих условиях **потенциальная энергия частицы равна нулю** ($U = 0$).

Тогда **полная энергия частицы** ($E = E_k + U$) равна её **кинетической энергии**:

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

Уравнение Шредингера в одномерном случае движения
имеет вид:

$$\frac{d^2\psi}{dx^2} + \frac{2m}{\hbar^2} E\psi = 0$$

Это уравнение похоже на дифференциальное уравнение
гармонических колебаний,

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \omega^2 x = 0$$

решением которого является выражение:

$$x = x_0 \cdot \sin(\omega t + \alpha)$$

По аналогии обозначим величину

$$\frac{2mE}{\hbar^2} = \omega^2$$

Тогда решением уравнения Шредингера является выражение:

$$\psi(x) = \psi_0 \sin(\omega t + \alpha)$$

Эта функция представляет собой **плоскую монохроматическую волну де Бройля**.

Область локализации частицы определяет квадрат модуля волновой функции.

$$|\psi|^2 = \psi_o^2 \sin^2(\omega x + \alpha)$$

Поскольку $\left\langle \sin^2 x = \frac{1}{2} \right\rangle$, то

$$|\psi|^2 = \frac{\psi_o^2}{2}$$

Получили, что все **положения частицы в пространстве (вдоль оси X)** равновероятны.

Определим **значения полной энергии и импульса** частицы:

$$E = \frac{\hbar^2 \omega^2}{2m}$$

$$p = \hbar \omega$$

Поскольку частота волновой функции ω может принимать любые положительные значения, то **импульс p и энергия E частицы принимают любые значения.**

Энергетический спектр свободной частицы является **непрерывным.**