

Разбор практических задач по теме «Элементы квантовой механики»

Задача 1.

Электрон движется по окружности радиусом $r = 0.5$ см в однородном магнитном поле с индукцией $B = 8$ мТл. Определить длину волны де Бройля L электрона.

Дано: $r = 0.5$, $B = 8$ мТл, $h = 6.23 \cdot 10^{-34}$ Дж · с

Найти: L

Решение.

Пусть q - заряд частицы, m - ее масса. На частицу действует сила Лоренца, которая по модулю равна

$$F = qvB$$

и направлена перпендикулярно вектору скорости. Под действием этой силы частица движется по окружности с центростремительным ускорением

$$a = \frac{v^2}{r}.$$

Согласно второму закону Ньютона (по модулю):

$$ma = F$$

или

$$m \frac{v^2}{r} = qvB$$

Отсюда выражаем скорость

$$v = \frac{qBr}{m}$$

Импульс частицы равен

$$p = mv = qBr$$

Тогда волна де Бройля частицы находится по формуле

$$\lambda = \frac{h}{p}$$

или

$$\lambda = \frac{h}{qBr}$$

Считая, получаем

$$\lambda \approx 10^{-10} \text{ м}$$

Задача 2.

Узкий пучок электронов, прошедших ускоряющую разность потенциалов $U = 30$ кВ, падает нормально на тонкий листок золота, проходит через него и рассеивается. На фотопластинке, расположенной за листком на расстоянии $l = 20$ см от него, получена дифракционная картина, состоящая из круглого центрального пятна и ряда concentric окружностей. Радиус первой окружности $r = 3,4$ мм. Определить: 1) угол φ отражения электронов от микрокристаллов золота, соответствующий первой окружности (угол измеряется от поверхности кристалла); 2) длину волны де Бройля λ электронов; 3) постоянную d кристаллической решетки золота.

Дано:

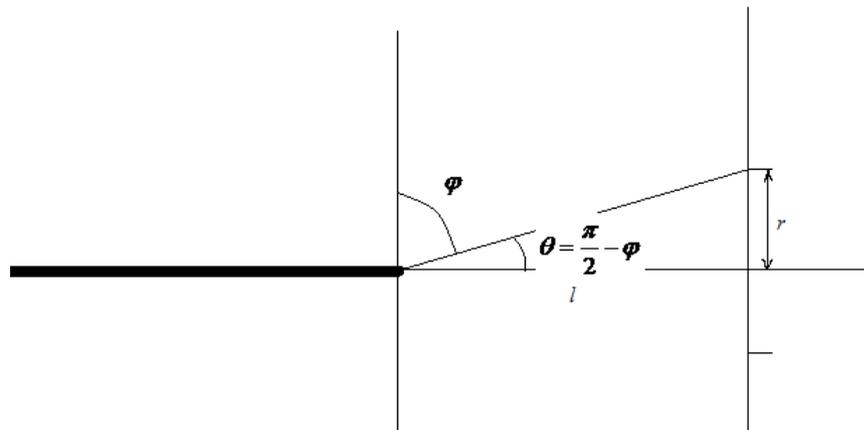
$$U=30 \text{ кВ}, l=20 \text{ см}, r_1=3.4 \text{ мм}$$

Найти:

$$v, \lambda, d$$

Решение:

Тонкий листок золота можно рассматривать как дифракционную решетку, на которую нормально падает плоская волна, являющаяся волной де Бройля электронов. Пусть φ - угол рассеяния электронов, соответствующий первому главному максимуму.



Тогда

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{l}{r}$$

Найдем скорость одного электрона. Из закона сохранения энергии

$$\frac{mv^2}{2} = eU,$$

откуда

$$v = \sqrt{\frac{2eU}{m}}$$

Это первый ответ.

Найдем импульс одного электрона.

$$p = mv = m\sqrt{\frac{2eU}{m}} = \sqrt{2emU}$$

Импульс связан с длиной волны де Бройля

$$p = \frac{h}{\lambda}$$

Отсюда найдем λ

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{\sqrt{2emU}}$$

Это – второй ответ.

Запишем условие главных максимумов для дифракции на дифракционной решетке (из оптики)

$$d \sin \theta = k\lambda.$$

Для первого максимума $k = 1$ и мы имеем

$$d \sin \theta = \lambda$$

или так как $\theta = \frac{\pi}{2} - \varphi$

$$d \cos \varphi = \lambda$$

Отсюда

$$d = \frac{\lambda}{\cos \varphi} = \frac{h}{\sqrt{2emU} \cos \varphi} = \frac{h}{\sqrt{2emU} \cos\left(\arctg \frac{l}{r}\right)}$$

Это – третий ответ.

Ответ:

$$v = \sqrt{\frac{2eU}{m}}, \quad \lambda = \frac{h}{\sqrt{2emU}}, \quad d = \frac{h}{\sqrt{2emU} \cos\left(\arctg \frac{l}{r}\right)}$$

Задача 3.

Приняв, что минимальная энергия E нуклона в ядре равна 10 МэВ, оценить, исходя из соотношения неопределенностей, линейные размеры ядра.

Дано: $E = 10$ МэВ, $h = 6.23 \cdot 10^{-34}$ Дж · с

Найти: d

Решение.

Соотношение неопределенностей имеет вид для координаты и импульса в проекции на одну из осей (например, ось Ox):

$$\Delta x \Delta p_x \geq \frac{\hbar}{2} = \frac{h}{4\pi}$$

Если минимальная энергия нуклона в ядре равна E , то можно найти минимальный импульс нуклона. Считая, что E есть минимальная кинетическая энергия, т.е.

$$E = \frac{mv_{\min}^2}{2},$$

находим

$$v_{\min} = \sqrt{\frac{2E}{m}},$$
$$p_{\min} = mv_{\min} = \sqrt{2mE}$$

Примем за неопределенность импульса его минимальное значение т.е.

$$\Delta p_x = p_{\min} = \sqrt{2mE}$$

Тогда соотношение неопределенностей примет вид

$$\Delta x \sqrt{2mE} \geq \frac{h}{4\pi}$$

Отсюда следует, что минимальное значение неопределенности координаты Δx_{\min} определится уравнением

$$\Delta x_{\min} \sqrt{2mE} = \frac{h}{4\pi},$$

откуда

$$\Delta x_{\min} = \frac{h}{4\pi\sqrt{2mE}}$$

Поскольку мы не знаем направления движения нуклона, то будем считать все направления равноправными и $\Delta x_{\min} = \Delta y_{\min} = \Delta z_{\min} = d$. Поэтому

$$d = \frac{h}{4\pi\sqrt{2mE}}$$

Считая, получим

$$d \approx 2.3 \cdot 10^{-15} \text{ м}$$

Задача 4.

Частица в потенциальном ящике находится в основном состоянии. Какова вероятность W нахождения частицы: 1) в средней трети ящика; 2) в крайней трети ящика?

Дано:

$$l, e, n = 1, h$$

Найти: W

Решение.

Из лекций мы знаем вид нормированной волновой функции для потенциального ящика шириной l с бесконечно высокими стенками.

$$\Psi(x) = \sqrt{\frac{2}{l}} \sin\left(\frac{n\pi}{l}x\right)$$

Для основного состояния ($n = 1$) мы имеем

$$\Psi(x) = \sqrt{\frac{2}{l}} \sin\left(\frac{\pi}{l}x\right)$$

Решим задачу под пунктом 1).

Согласно вероятностной интерпретации волновой функции, вероятность нахождения частицы на участке $\left[\frac{l}{3}, \frac{2l}{3}\right]$ равна:

$$P = \int_{l/3}^{2l/3} |\Psi(x)|^2 dx.$$

Подставляем в это выражение волновую функцию:

$$\begin{aligned} P &= \int_{l/3}^{2l/3} \left| \sqrt{\frac{2}{l}} \sin\left(\frac{\pi}{l}x\right) \right|^2 dx = \frac{2}{l} \int_{l/3}^{2l/3} \sin^2\left(\frac{\pi}{l}x\right) dx = \\ &= \frac{2}{l} \int_{l/3}^{2l/3} \frac{1 - \cos\left(\frac{2\pi}{l}x\right)}{2} dx = \\ &= \frac{1}{l} \int_{l/3}^{2l/3} dx - \frac{1}{l} \int_{l/3}^{2l/3} dx \cos\left(\frac{2\pi}{l}x\right) = \\ &= \frac{1}{l} x \Big|_{l/3}^{2l/3} - \frac{1}{2\pi} \sin\left(\frac{2\pi}{l}x\right) \Big|_{l/3}^{2l/3} = \\ &= \frac{1}{3} - \frac{1}{2\pi} \left(\sin \frac{4\pi}{3} - \sin \frac{2\pi}{3} \right) = \\ &= \frac{1}{3} + \frac{\sqrt{3}}{2\pi} \end{aligned}$$

Решим задачу под пунктом 2).

Согласно вероятностной интерпретации волновой функции, вероятность нахождения частицы на участке $\left[0, \frac{l}{3}\right]$ равна:

$$P = \int_0^{l/3} |\Psi(x)|^2 dx.$$

Подставляем в это выражение волновую функцию:

$$P = \int_0^{l/3} \left| \sqrt{\frac{2}{l}} \sin\left(\frac{\pi}{l}x\right) \right|^2 dx = \frac{2}{l} \int_0^{l/3} \sin^2\left(\frac{\pi}{l}x\right) dx =$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{2}{l} \int_0^{l/3} \frac{1 - \cos\left(\frac{2\pi}{l}x\right)}{2} dx = \\
&= \frac{1}{l} \int_0^{l/3} dx - \frac{1}{l} \int_0^{l/3} dx \cos\left(\frac{2\pi}{l}x\right) = \\
&= \frac{1}{l} x \Big|_0^{l/3} - \frac{1}{2\pi} \sin\left(\frac{2\pi}{l}x\right) \Big|_0^{l/3} = \\
&= \frac{1}{3} - \frac{1}{2\pi} \left(\sin \frac{2\pi}{3} - \sin 0 \right) = \\
&= \frac{1}{3} - \frac{\sqrt{3}}{2\pi}
\end{aligned}$$

Задача 5.

Электрон находится в одномерном потенциальном ящике шириной l . Определить среднее значение координаты электрона.

Решение.

Из лекций мы знаем вид нормированной волновой функции для потенциального ящика шириной l с бесконечно высокими стенками.

$$\Psi(x) = \begin{cases} \sqrt{\frac{2}{l}} \sin\left(\frac{n\pi}{l}x\right), & 0 \leq x \leq l \\ 0, & x < 0, x > l \end{cases}$$

Также мы знаем, что среднее значение координаты вычисляется по формуле

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x |\Psi(x)|^2 dx = \int_0^l x |\Psi(x)|^2 dx$$

Подставляя выражение для волновой функции, получаем

$$\langle x \rangle = \frac{2}{l} \int_0^l x \sin^2\left(\frac{n\pi}{l}x\right) dx$$

Поскольку

$$\sin^2\left(\frac{n\pi}{l}x\right) = \frac{1 - \cos\left(\frac{2n\pi}{l}x\right)}{2},$$

то

$$\begin{aligned}\langle x \rangle &= \frac{1}{l} \int_0^l x dx - \frac{1}{l} \int_0^l x \cos\left(\frac{2n\pi}{l}x\right) dx = \\ &= \frac{l}{2} - \frac{1}{l} \int_0^l x \cos\left(\frac{2n\pi}{l}x\right) dx\end{aligned}$$

Интеграл $\int_0^l x \cos\left(\frac{n\pi}{l}x\right) dx$ вычисляем с помощью интегрирования по частям, используя формулу:

$$\int u(x)v'(x)dx = u(x)v(x) - \int u'(x)v(x)dx$$

Полагая $u(x) = x$, $v'(x) = \cos\left(\frac{2n\pi}{l}x\right)$, $u'(x) = 1$, $v(x) = \frac{l}{2n\pi} \sin\left(\frac{2n\pi}{l}x\right)$,

получаем

$$\begin{aligned}\int_0^l x \cos\left(\frac{2n\pi}{l}x\right) dx &= x \frac{l}{2n\pi} \sin\left(\frac{2n\pi}{l}x\right) \Big|_0^l - \int_0^l \frac{l}{2n\pi} \sin\left(\frac{2n\pi}{l}x\right) dx = \\ &= -x \frac{l}{2n\pi} \sin\left(\frac{2n\pi}{l}x\right) \Big|_0^l + \left(\frac{l}{2n\pi}\right)^2 \cos\left(\frac{2n\pi}{l}x\right) \Big|_0^l = \\ &= -l \frac{l}{2n\pi} \sin(2n\pi) + \left(\frac{l}{2n\pi}\right)^2 \cos(2n\pi) - \left(\frac{l}{2n\pi}\right)^2 = \\ &= \left(\frac{l}{2n\pi}\right)^2 - \left(\frac{l}{2n\pi}\right)^2 = 0\end{aligned}$$

Таким образом,

$$\langle x \rangle = \frac{l}{2}$$

Это – ответ.

Задача 6.

Решение уравнения Шредингера для бесконечно глубокого одномерного прямоугольного потенциального ящика можно записать в виде $\Psi(x) = C_1 \exp(ikx) + C_2 \exp(-ikx)$, $k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$. Используя граничные условия и нормировку Ψ -функции, определить: 1) коэффициенты C_1 и C_2 ; 2) собственные значения энергии E_n . Найти выражение для собственной нормированной Ψ -функции.

Решение.

Граничные условия для бесконечно глубокого одномерного прямоугольного потенциального ящика имеют вид

$$\begin{aligned}\Psi(0) &= 0, \\ \Psi(l) &= 0.\end{aligned}$$

Условие нормировки имеет вид

$$\int_0^l |\Psi(x)|^2 dx = 1$$

Применим $\Psi(0) = 0$:

$$\Psi(0) = C_1 \exp(ik0) + C_2 \exp(-ik0) = C_1 + C_2 = 0$$

Отсюда

$$C_2 = -C_1$$

и

$$\begin{aligned}\Psi(x) &= C_1 \exp(ikx) + C_2 \exp(-ikx) = C_1 (\exp(ikx) - \exp(-ikx)) = 2iC_1 \sin(kx) \\ \Psi(x) &= 2iC_1 \sin(kx)\end{aligned}$$

Применим $\Psi(l) = 0$:

$$\Psi(l) = 2iC_1 \sin(kl) = 0,$$

откуда, так как $k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} \geq 0$

$$kl = \pi n,$$

где $n = 0, 1, 2, 3, 4, \dots$, или

$$\begin{aligned}\frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} l &= \pi n, \\ E &= \frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{2ml^2}.\end{aligned}$$

Подставим $\Psi(x)$ в $\int_0^l |\Psi(x)|^2 dx = 1$:

$$\begin{aligned}\int_0^l |\Psi(x)|^2 dx &= 4C_1^2 \int_0^l \sin^2(kx) dx = 4C_1^2 \int_0^l \frac{1 + \cos(2kx)}{2} dx = \\ &= 4C_1^2 \int_0^l \left(\frac{1}{2} + \frac{\cos(2kx)}{2} \right) dx = 2C_1^2 l + C_1^2 \frac{1}{k} \sin(2kx) \Big|_0^l = \\ &= 2C_1^2 l + C_1^2 \frac{1}{k} \sin(2kl)\end{aligned}$$

Поскольку $kl = \pi n$, $k = \frac{\pi n}{l}$, то $\sin(2kl) = 0$ и мы имеем

$$\int_0^l |\Psi(x)|^2 dx = 2C_1^2 l = 1,$$

откуда

$$C_1 = \frac{1}{\sqrt{2l}}.$$
$$C_2 = -C_1 = -\frac{1}{\sqrt{2l}}$$

Тогда с учетом $k = \frac{n\pi}{l}$ получаем

$$\begin{aligned}\Psi(x) &= C_1 \exp(ikx) + C_2 \exp(-ikx) = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2l}} \exp(ikx) - \frac{1}{\sqrt{2l}} \exp(-ikx) = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2l}} (\exp(ikx) - \exp(-ikx)) = \\ &= i\sqrt{\frac{2}{l}} \sin(kx) = i\sqrt{\frac{2}{l}} \sin\left(\frac{n\pi}{l}x\right), \quad 0 \leq x \leq l.\end{aligned}$$

Итак, окончательный ответ:

$$C_2 = -C_1 = -\frac{1}{\sqrt{2l}}$$
$$E = \frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{2ml^2}$$
$$\Psi(x) = \begin{cases} i\sqrt{\frac{2}{l}} \sin\left(\frac{n\pi}{l}x\right), & 0 \leq x \leq l \\ 0, & x < 0, x > l \end{cases}$$