

Билет 14

1. Частица в одномерной потенциальной яме с бесконечно высокими стенками. Квантование энергии. Плотность вероятности для различных энергетических уровней.

Проведем качественный анализ решений уравнений Шредингера применительно к частице в одномерной прямоугольной потенциальной с бесконечно высокими стенками. Такая яма описывается потенциальной энергией вида (частица движется вдоль оси x):

$$U(x) = \begin{cases} \infty, & x < 0 \\ 0, & 0 \leq x \leq l \\ \infty, & x > l \end{cases} \quad \text{где } l \text{ — ширина ямы, а энергия отсчитывается от ее дна}$$

Уравнение Шредингера для стационарных состояний запишется в виде: $(\partial^2 \psi / \partial x^2) + (2m/\hbar^2) (E - U) \psi = 0$. По

запишется в виде: $(\partial^2 \psi / \partial x^2) + (2m/\hbar^2) (E - U) \psi = 0$. По условию задачи частица не проникает за пределы ямы, поэтому вероятность ее обнаружения за пределами равна 0. На границах ямы вероятность тоже обращается в 0. Следовательно, граничные условия имеют вид $\psi(0) = \psi(1) = 0$. В пределах ямы ($0 \leq x \leq 1$) уравнение Шведется к $(\partial^2 \psi / \partial x^2) + (2m/\hbar^2) E \psi = 0$ или $(\partial^2 \psi / \partial x^2) + k^2 \psi = 0$, где $k^2 = 2mE/\hbar^2$.

Общее решение диф. уравнения $\psi(x) = A \sin kx + B \cos kx$. Т.к. $\psi(0) = 0$, то $B = 0$. Тогда $\psi(x) = A \sin kx$. Условие $\psi(1) = A \sin k1 = 0$ выполняется только при $k1 = n\pi$, где n — целые числа, т.е. необходимо чтобы $k = n\pi/1$. Из всего этого следует что $E_n = (n^2 \pi^2 \hbar^2) / (2m1^2)$ ($n = 1, 2, 3, \dots$)

Т.е. стационарное уравнение Ш, описывающее движение

Т.е. стационарное уравнение Ш, описывающее движение частицы в потенциальной яме с бесконечно высокими стенками удовлетворяется только при собственных значениях E_n , зависящих от целого числа n .

2. Элементарные частицы, их основные характеристики. Симметрия и законы сохранения в мире элементарных частиц.

2. Элементарные частицы, их основные характеристики. Симметрия и законы сохранения в мире элементарных частиц.

Симметрия. Каждой частице соответствует античастица. e^+ и p^- отличаются от e^- и p^+ знаком электрического заряда. n от \bar{n} знаком магнитного момента. $e^+ + e^- = \gamma + \gamma$.

Законы сохранения в мире элементарных частиц. В мире элементарных частиц есть 3С энергии, импульса, момента импульса + всех зарядов: барионного, электрического и трех лептонных.

3С барионного заряда B : $B = +1$ для барионов; $B = -1$ для антибарионов; для остальных $B=0$. Для всех процессов с участием барионов и антибарионов суммарный барионный заряд сохраняется.

суммарный барионный заряд сохраняется.

ЗС лептонных зарядов: электронный L_e (для e и ν_e (нейтрино)), мюонный L_μ (для μ и ν_μ), таонный L_τ (для τ и ν_τ). $L_e = L_\mu = L_\tau = +1$ (для лептонов); -1 (для антилептонов). Для всех остальных $L = 0$. Для всех процессов с участием лептонов и антилептонов суммарный лептонный заряд сохраняется.

Существуют ЗС странности S , очарования C , прелести b , изотопического спина.

Билет 14

Красная граница фотопровода. шегоо безприм. герма
ния при очень низких темп. $\lambda_{кр} = 1,7 \text{ мкм}$.
Найти температурный коэфф.

Дано:

$\lambda_{кр} = 1,7 \text{ мкм}$

$\alpha = ?$

Решение:

$$\rho = \frac{1}{\sigma} = \frac{1}{\sigma_0} e^{\frac{\Delta E}{2kT}}$$
$$\alpha = \frac{1}{\rho} \frac{d\rho}{dT} = - \frac{\Delta E}{2kT^2}$$
$$\Delta E = \frac{hc}{\lambda_{кр}} \Rightarrow \alpha = \frac{-hc}{2\lambda_{кр} kT^2}$$