

ВОЛНЫ СВЕТА И ВЕЩЕСТВА

Е.В. Грызлова

НИИЯФ МГУ
Осенний семестр 2013 г.

1. «Разминка»:

- а) Квантование одномерной потенциальной ямы: число стационарных состояний.
- б) изменение спектра при изменении формы.
- в) сближение двух ям, вырождение уровней.
- г) Эффект Ландау-Зинера
- д) Число узлов дискретных состояний

2. Плоская волна и понятие волнового пакета – волны вещества.

3. Системы со сферической симметрией.

4. Начала теории рассеяния.

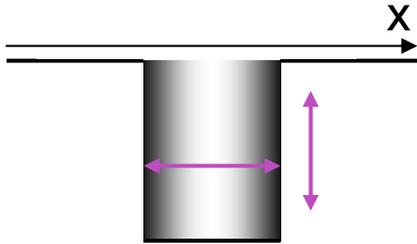
5. Резонансной рассеяния и вопрос о двойных полюсах матрицы рассеяния.

6. Двухуровневая система, связь лазерным полем.

7. Изучение антипротония.

8. Нобелевская премия по физике 2012 года. Изучение одиночной квантовой системы.

«Разминка»



Одномерная потенциальная яма конечной глубины

- ✓ Конечно ли число дискретных уровней в яме?
- ✓ Как изменяется число уровней при изменении ширины/глубины ямы?
- ✓ Всегда ли есть дискретный уровень?
- ✓ Где локализована волновая функция частицы?

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \varphi(\vec{r}) + V(\vec{r})\varphi(\vec{r}) = E \cdot \varphi(\vec{r})$$

$\hbar = 1, m = 1$ - атомная система единиц

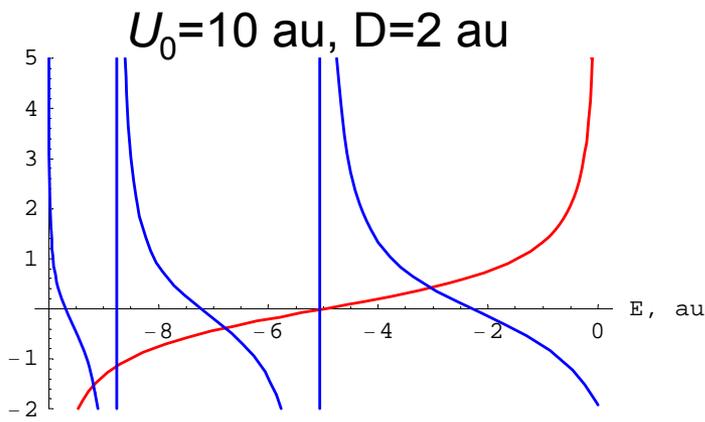
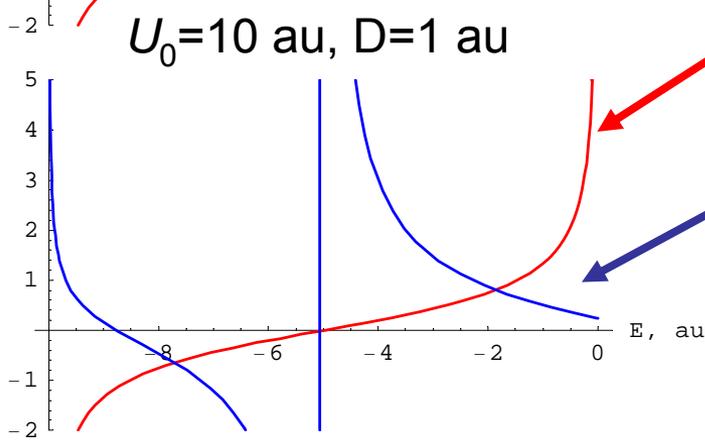
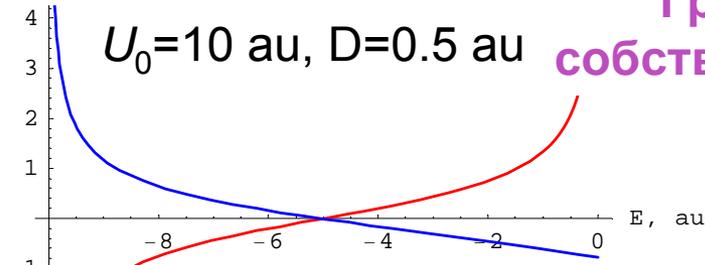
$$-\frac{1}{2} \Delta \varphi(\vec{r}) + V(\vec{r})\varphi(\vec{r}) = E \cdot \varphi(\vec{r})$$

$$-\frac{1}{2} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \varphi(x) + V(x)\varphi(x) = E \cdot \varphi(x)$$

$$V(x) = \begin{cases} U, & 0 < x < D \\ 0 & \end{cases}$$

«Разминка»

Графическое решение уравнения на собственные значения для одномерной ямы



$$\frac{k_2^2 - k_1^2}{2k_1k_2} = \text{ctg}(k_2 \cdot d)$$

где волновые вектора - действительны

$$k_1 = \sqrt{-2 \cdot E}, k_2 = \sqrt{2 \cdot (E - U_0)}$$

$$\frac{k_2^2 - k_1^2}{2k_1k_2} = \frac{2E - U_0}{\sqrt{-E}\sqrt{E - U_0}} \rightarrow \begin{cases} \infty, & E \rightarrow 0 \\ -\infty, & E \rightarrow U_0 \end{cases}$$

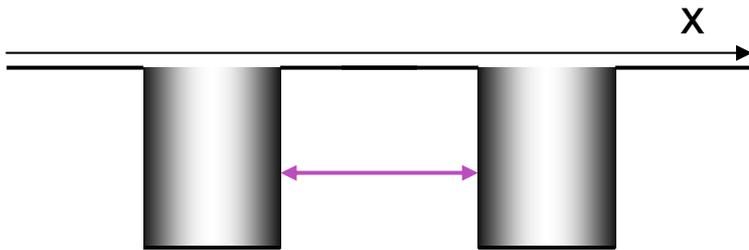
Функция монотонно растет в области определения

$$\text{ctg}(k_2 d) = \text{ctg}(\sqrt{2(E - U_0)}d) \rightarrow \begin{cases} \text{ctg}(\sqrt{-2U_0}d), & E \rightarrow 0 \\ \infty, & E \rightarrow U_0 \end{cases}$$

Функция падает до фиксированного значения в нуле

Обязательно есть хотя бы одно решение

«Разминка»



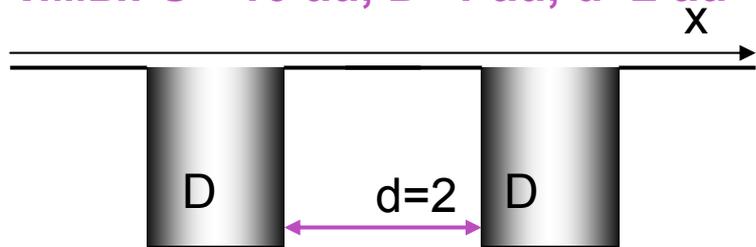
Две одинаковые потенциальные ямы

- ✓ Сколько дискретных уровней в яме?
- ✓ Как изменяется число уровней при сближении/удалении ям?
- ✓ Всегда ли есть дискретный уровень?
- ✓ Где локализована волновая функция частицы, есть ли вероятность обнаружить частицу вне ямы?

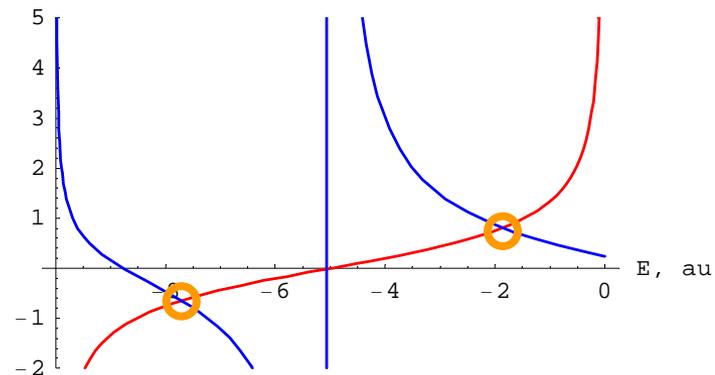
- ✓ Теорема о числе узлов волновой функции дискретного состояния
- ✓ Эффект Ландау-Зинера

«Разминка»

Две одинаковые потенциальные ямы: $U=-10$ au, $D=1$ au, $d=2$ au

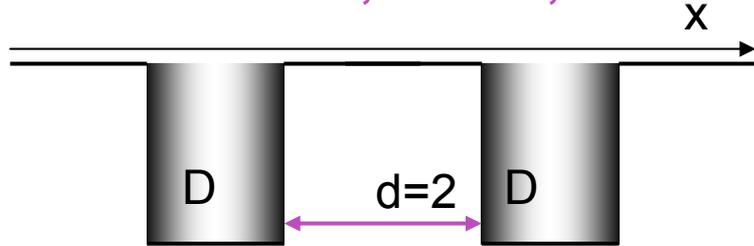


$U_0=10$ au, $D=1$ au

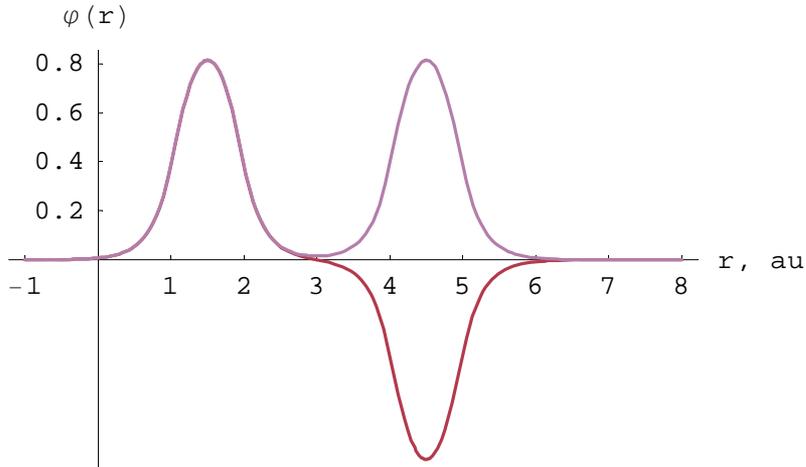


«Разминка»

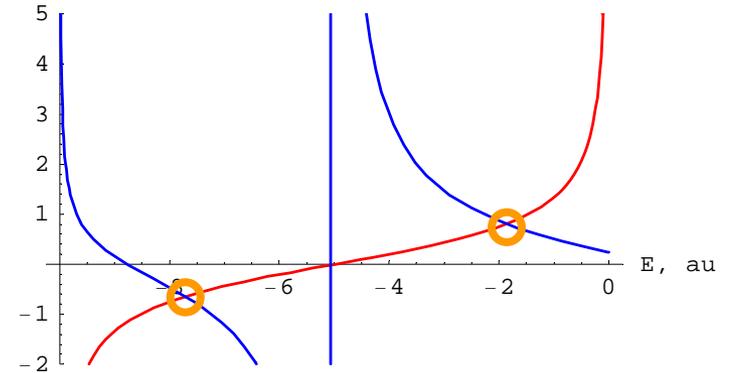
Две одинаковые потенциальные ямы: $U=-10$ au, $D=1$ au, $d=2$ au



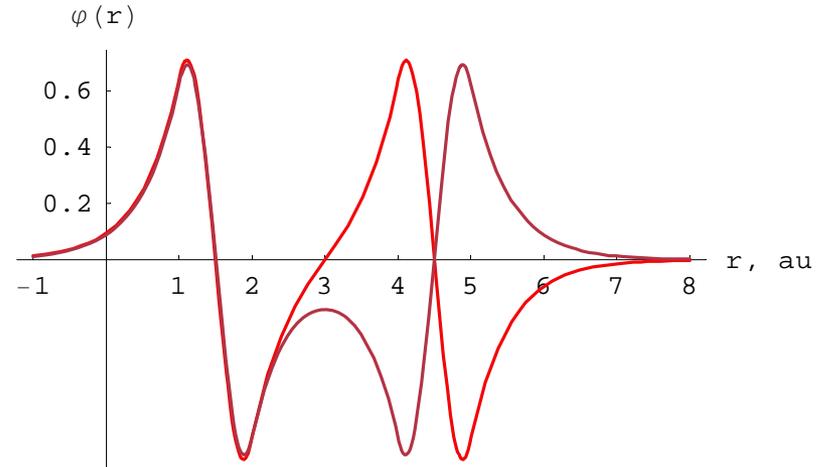
1,2-й уровень



$U_0=10$ au, $D=1$ au



3,4-й уровень



Какая волновая функция соответствует основному состоянию системы?

«Разминка»

$k_1 = \sqrt{-2 \cdot E}, k_2 = \sqrt{2 \cdot (E - U_0)}$

$\exp k_1 x$ $\sin k_2 x,$
 $\cos k_2 x$ $\exp k_1 x, \exp(-k_1 x)$ $\sin k_2 x,$
 $\cos k_2 x$ $\exp(-k_1 x)$

$a_1 = a_2;$
 $k_1 a_1 = k_2 b_2;$

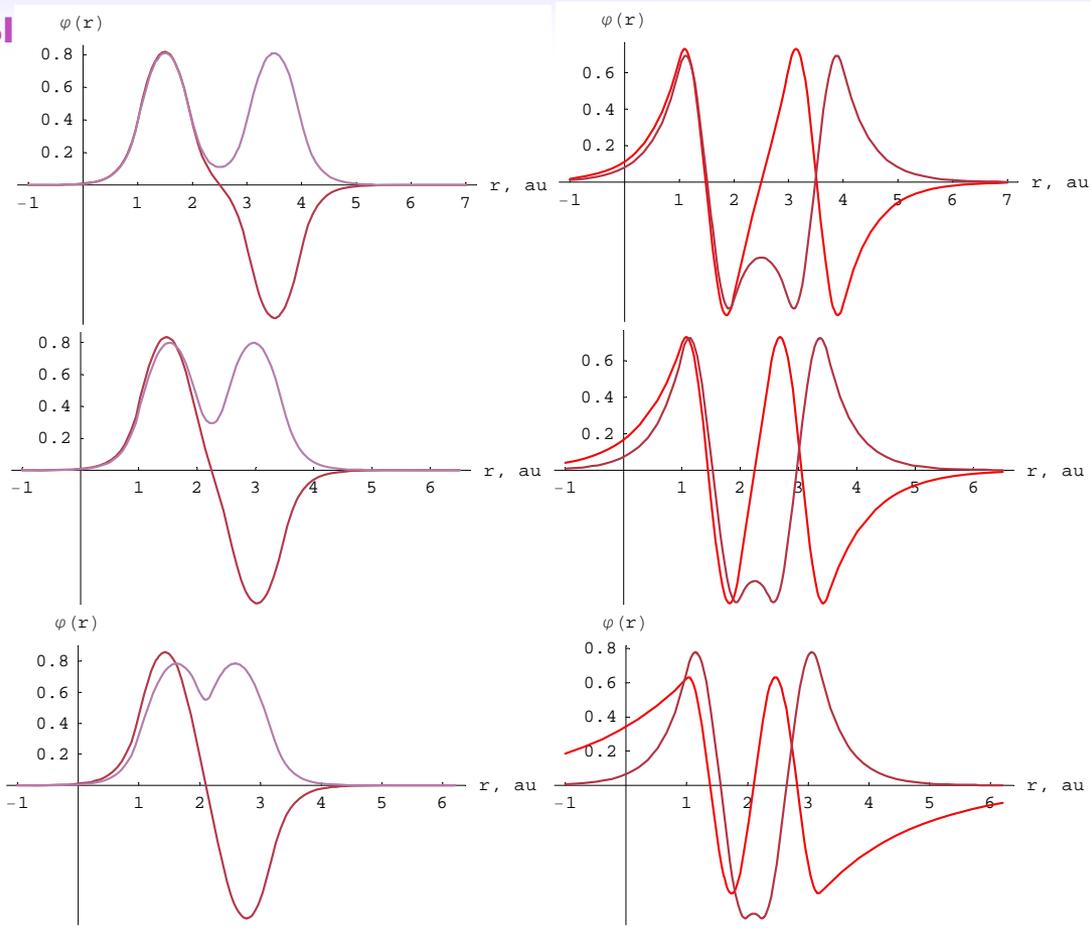
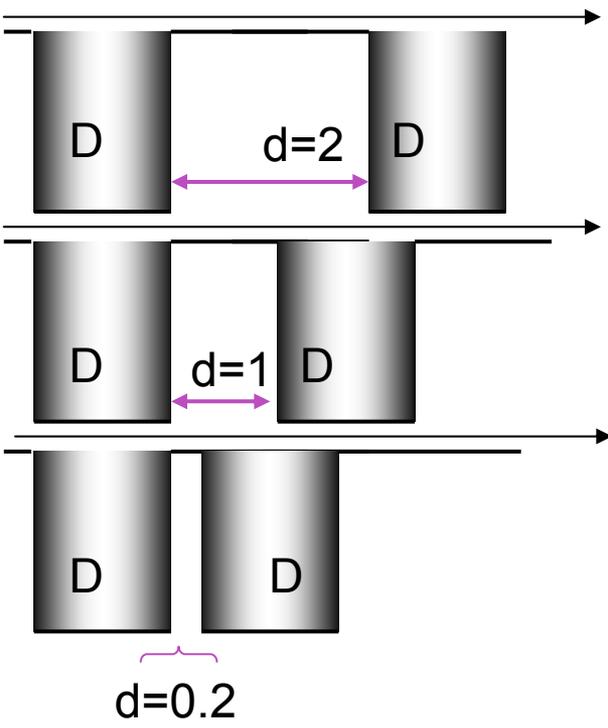
$a_2 \cos(k_2 D) + b_2 \sin(k_2 D) = a_3 \exp(k_1 D) + b_3 \exp(-k_1 D);$
 $-a_2 k_2 \sin(k_2 D) + b_2 k_2 \cos(k_2 D) = a_3 k_1 \exp(k_1 D) - b_3 k_1 \exp(-k_1 D);$

$a_3 \exp(k_1 [D + d]) + b_3 \exp(-k_1 [D + d]) = a_4 \cos(k_2 [D + d]) + b_4 \sin(k_2 [D + d]);$
 $a_3 k_1 \exp(k_1 [D + d]) - b_3 k_1 \exp(-k_1 [D + d]) = -a_4 k_2 \sin(k_2 [D + d]) + b_4 k_2 \cos(k_2 [D + d]);$

$a_4 \cos(k_2 [2D + d]) + b_4 \sin(k_2 [2D + d]) = b_5 \exp(-k_1 [2D + d]);$
 $-a_4 k_2 \sin(k_2 [2D + d]) + b_4 k_2 \cos(k_2 [2D + d]) = -b_5 k_1 \exp(-k_1 [2D + d]);$

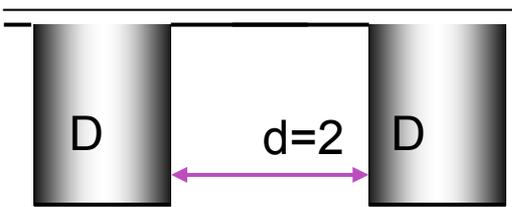
«Разминка»

Две одинаковые потенциальные ямы: $U=-10$ а.е., $D=1$ а.е.

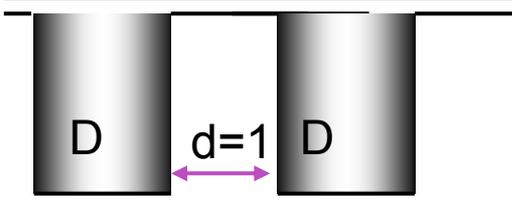


«Разминка»

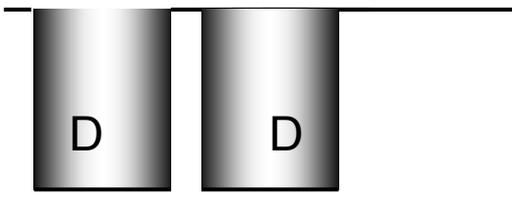
Две одинаковые потенциальные ямы: $U=-10$ а.е., $D=1$ а.е.



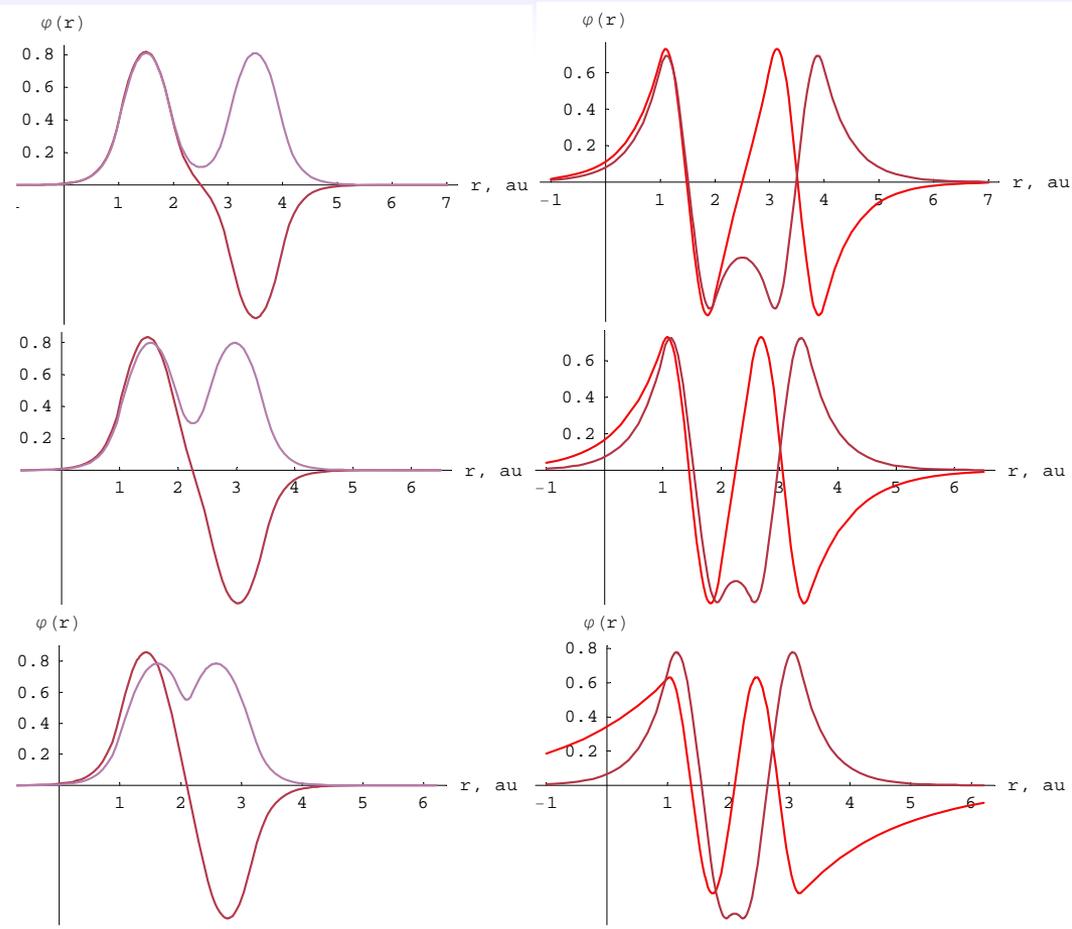
- $E_1 = -7.7055$
- $E_2 = -7.7045$
- $E_3 = -1.8942$
- $E_4 = -1.8290$



- $E_1 = -7.7285$
- $E_2 = -7.6814$
- $E_3 = -2.0590$
- $E_4 = -1.5929$



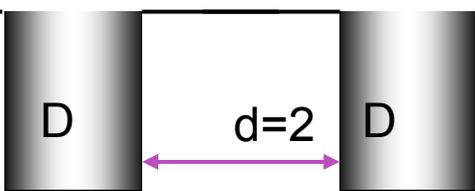
- $E_1 = -8.2904$
- $E_2 = -7.2080$
- $E_3 = -2.6886$
- $E_4 = -0.1824$



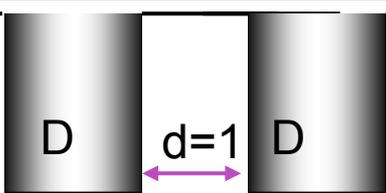
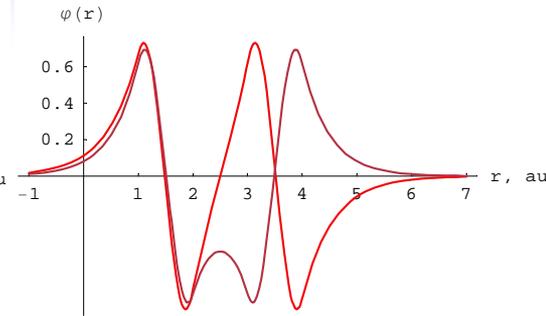
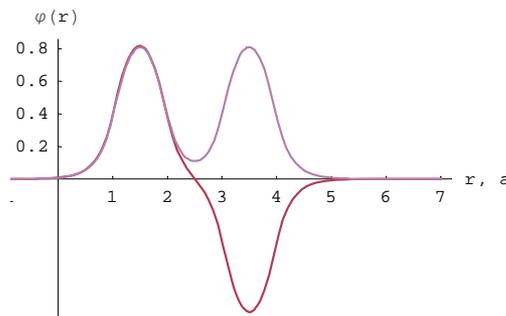
Может ли верхний уровень быть «вытолкнут» из ямы?

«Разминка»

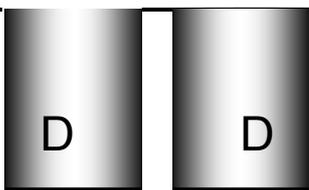
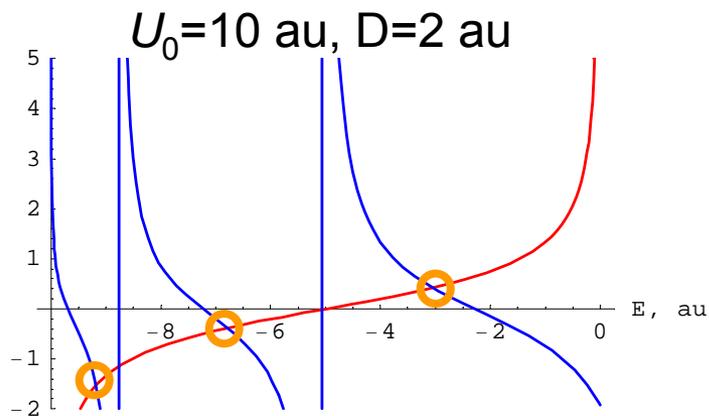
Две одинаковые потенциальные ямы: $U=-10$ а.е., $D=1$ а.е.



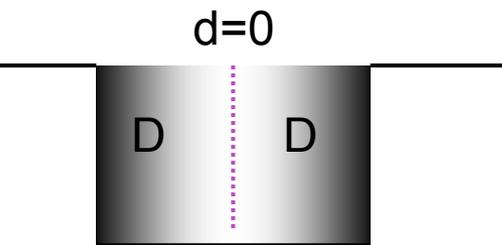
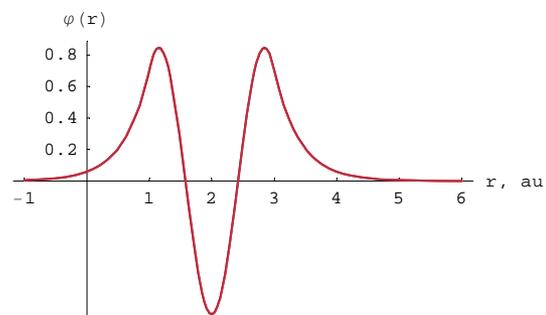
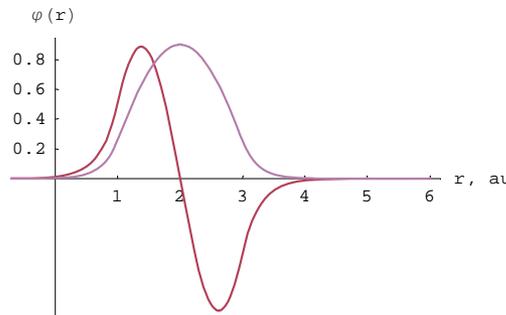
- $E_1 = -7.7055$
- $E_2 = -7.7045$
- $E_3 = -1.8942$
- $E_4 = -1.8290$



- $E_1 = -7.7285$
- $E_2 = -7.6814$
- $E_3 = -2.0590$
- $E_4 = -1.5929$



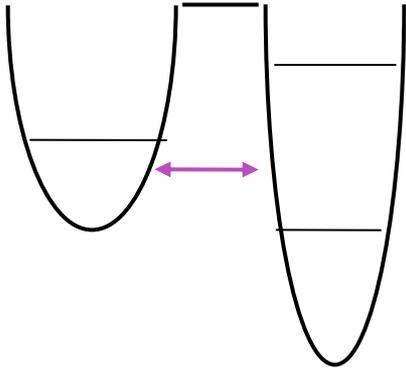
- $E_1 = -8.2904$
- $E_2 = -7.2080$
- $E_3 = -2.6886$
- $E_4 = -0.1824$



- $E_1 = -9.1803$
- $E_2 = -6.7791$
- $E_3 = -3.0542$

«Разминка»

Эффект Ландау-Зинера



\hat{H}_0 - Гамильтониан при некотором r_0

$E_1 \rightarrow \psi_1(r)$; $E_2 \rightarrow \psi_2(r)$ - волновые функции для близких энергий

$\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{V}(r)$ - гамильтониан при $r_0 + \delta r$

$$\hat{V}(r) = \delta r \frac{\partial \hat{H}_0}{\partial r}$$

Ищем решение в виде: $\psi_0(r) = c_1 \cdot \psi_1(r) + c_2 \cdot \psi_2(r)$.

$$(\hat{H}_0 + \hat{V}(r))\psi(r) = E \cdot \psi(r)$$

$$c_1(E_1 + \hat{V}(r) - E)\psi_1(r) + c_2(E_2 + \hat{V}(r) - E)\psi_2(r) = 0 \quad \cdot / \psi_1^*(r), \psi_2^*(r)$$

$$c_1(E_1 + V_{11} - E) + c_2 V_{12} = 0$$

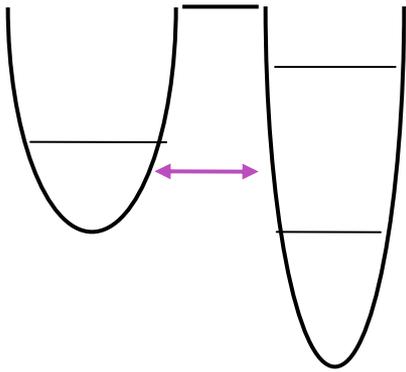
$$c_1 V_{21} + c_2(E_2 + V_{22} - E) = 0$$

$$\begin{vmatrix} E_1 + V_{11} - E & V_{12} \\ V_{21} & E_2 + V_{22} - E \end{vmatrix} = 0$$

$$E = \frac{1}{2} \left(E_1 + V_{11} + E_2 + V_{22} \pm \sqrt{(E_1 + V_{11} - E_2 - V_{22})^2 + |V_{12}|^2} \right)$$

«Разминка»

Эффект Ландау-Зинера



\hat{H}_0 - Гамильтониан при некотором r_0

$E_1 \rightarrow \psi_1(r)$; $E_2 \rightarrow \psi_2(r)$ - волновые функции для близких энергий

$\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{V}(r)$ - гамильтониан при $r_0 + \delta r$

$$\hat{V}(r) = \delta r \frac{\partial \hat{H}_0}{\partial r}$$

Ищем решение в виде: $\psi_0(r) = c_1 \cdot \psi_1(r) + c_2 \cdot \psi_2(r)$.

$$(\hat{H}_0 + \hat{V}(r))\psi(r) = E \cdot \psi(r)$$

$$c_1(E_1 + \hat{V}(r) - E)\psi_1(r) + c_2(E_2 + \hat{V}(r) - E)\psi_2(r) = 0 \quad \cdot / \psi_1^*(r), \psi_2^*(r)$$

$$c_1(E_1 + V_{11} - E) + c_2 V_{12} = 0$$

$$c_1 V_{21} + c_2(E_2 + V_{22} - E) = 0$$

$$\begin{vmatrix} E_1 + V_{11} - E & V_{12} \\ V_{21} & E_2 + V_{22} - E \end{vmatrix} = 0$$

$$E_1 + V_{11} - E_2 - V_{22} = 0; \quad V_{12} = 0.$$

Одновременное выполнение уравнений возможно только если $V_{12} = 0$ тождественно, например для состояний с разной симметрией

$$E = \frac{1}{2} \left(E_1 + V_{11} + E_2 + V_{22} \pm \sqrt{(E_1 + V_{11} - E_2 - V_{22})^2 + |V_{12}|^2} \right)$$

«Разминка»

Число узлов связанных состояний

Вронскиан $W(\psi_1(r), \psi_2(r)) = \psi_1(r) \cdot \psi_2'(r) - \psi_1'(r) \cdot \psi_2(r)$

Теорема вронскиана

$$\frac{\partial^2}{\partial r^2} \psi_1(r) + \hat{V}_1(r) \psi_1(r) = 0;$$

$$\frac{\partial^2}{\partial r^2} \psi_2(r) + \hat{V}_2(r) \psi_2(r) = 0;$$

$$W(\psi_1, \psi_2) \Big|_{R_1}^{R_2} = \int_{R_1}^{R_2} (\hat{V}_1(r) - \hat{V}_2(r)) \psi_1(r) \psi_2(r) dr$$

Следствие для решения уравнения Шредингера

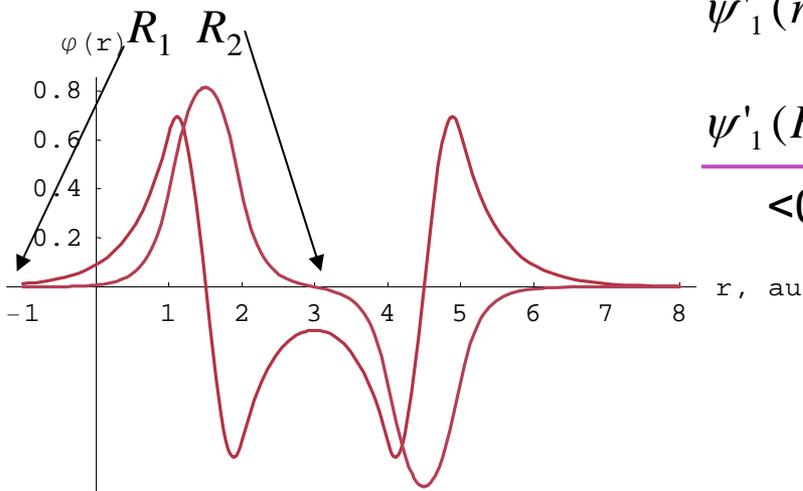
$$W(\psi_1, \psi_2) \Big|_{R_1}^{R_2} = (E_1 - E_2) \int_{R_1}^{R_2} \psi_1(r) \psi_2(r) dr$$

$$\psi_1'(r) \psi_2(r) \Big|_{R_1}^{R_2} = (E_2 - E_1) \int_{R_1}^{R_2} \psi_1(r) \psi_2(r) dr$$

$$\underbrace{\psi_1'(R_2) \psi_2(R_2)}_{<0} - \underbrace{\psi_1'(R_1) \psi_2(R_1)}_{>0} = (E_2 - E_1) \int_{R_1}^{R_2} \psi_1(r) \psi_2(r) dr$$

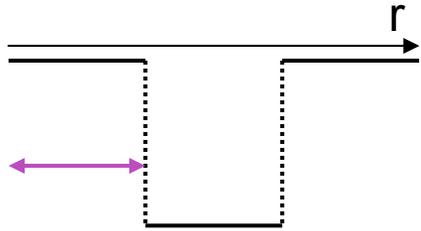
<0

>0



Большой энергии дискретного состояния соответствует волновая функция с большим числом узлов

«Разминка»



$$-\frac{1}{2}\Delta\varphi(\vec{r}) + V(r)\varphi(\vec{r}) = E \cdot \varphi(\vec{r})$$

$$V(r) = \begin{cases} U, & R_1 < x < R_2 \\ 0 \end{cases}$$

$$\varphi(\vec{r}) = \tilde{\varphi}(r)Y_{lm}(\vec{r}/r)$$

$$\psi(r) = r \cdot \tilde{\varphi}(r)$$

Сферическая потенциальная яма конечной глубины

- ✓ Сколько дискретных уровней в яме?
- ✓ Как изменяется число уровней при удалении ямы от начала координат (центра симметрии)?
- ✓ Всегда ли есть дискретный уровень?
- ✓ Где локализована волновая функция частицы?

Исключаем угловые переменные

$$-\frac{1}{2}\left(\frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{2 \cdot \partial}{r \cdot \partial r}\right)\tilde{\varphi}(r) + V(r)\tilde{\varphi}(r) + \frac{l(l+1)}{2 \cdot r^2}\tilde{\varphi}(r) = E \cdot \tilde{\varphi}(r)$$

$$-\frac{1}{2}\frac{\partial^2}{\partial r^2}\psi(r) + V(\vec{r}) \cdot \psi(r) + \frac{l(l+1)}{2 \cdot r}\psi(r) = E \cdot \psi(r)$$

s-состояние

$$-\frac{1}{2}\frac{\partial^2}{\partial r^2}\psi(r) + V(\vec{r}) \cdot \psi(r) = E \cdot \psi(r)$$

Уравнение совпадает с одномерным случаем. Совпадает ли спектр?