ЯДЕРНЫЕ СТЕПЕНИЯ СВОБОДЫ В АТОМНОЙ ФИЗИКЕ

Е.В. Грызлова

НИИЯФ МГУ Весенний семестр 2020 г.

о «Разминка»

- о Спектры систем со сферической симметрией
- о Сжатые атомы и резонансы формы
- о Двухуровневая система с сильно связанными состояниями
- о Атомная спектроскопия антипротония
- о Поляризация излучения и дихроизм
- о Плоская волна и волновой пакет волна вещества.

Нобелевская премия по физике 2012 года.
 Изучение одиночной квантовой системы

- о Когерентные и сжатые состояния волновых пакетов
- о Начала теории рассеяния
- о Особенности резонансного рассеяния и неэкспоненциальный распад
- о Ионные ловушки

- о Плоская волна и волновой пакет волна вещества.
- а) Туннелирование волны через барьер сложной формы: интерференция волн.
- б) ослабление поглощения, резонансы.
- в) конфайнмент резонансы резонансы формы.
- г) понятие волнового пакета и его эволюция в простых потенциалах.

Плоская волна: понятие потока



Волновая функция свободной частицы

$$-\frac{1}{2}\frac{\partial^2}{\partial x^2}\varphi(r) = E \cdot \varphi(r) \qquad k_1 = \sqrt{2 \cdot E}$$

Волновая функция континуума $\varphi(r) = A_1 e^{ik_1r} + B_1 e^{-ik_1r}$

$$\frac{d}{dt}\int \left|\varphi\right|^2 dv = \int \left(\frac{\partial\varphi}{\partial t}\varphi^* + \frac{\partial\varphi^*}{\partial t}\varphi\right) dv = i\int (\varphi\hat{H}^*\varphi^* - \varphi^*\hat{H}\varphi) dv$$

$$\frac{d}{dt}\int |\varphi|^2 dv = -\frac{i}{2}\int (\varphi \cdot \Delta \varphi^* - \varphi^* \cdot \Delta \varphi) dv = -\int div \, jdv, \quad j = \frac{i}{2} (\varphi \cdot grad \, \varphi^* - \varphi^* \cdot grad \, \varphi)$$
$$\frac{d}{dt}\int |\varphi|^2 dv + \int div \, jdv = 0$$

$$j = k_1$$







$$A_{2} = A_{3}e^{ik_{1}D} \frac{k_{2} + ik_{1}}{2k_{2}}e^{-k_{2}D}$$

$$B_{2} = A_{3}e^{ik_{1}D} \frac{k_{2} - ik_{1}}{2k_{2}}e^{k_{2}D}$$

$$A_{1} = A_{3} \frac{(ik_{1} + k_{2})^{2}e^{-k_{2}D} - (k_{2} - ik_{1})^{2}e^{k_{2}D}}{2ik_{1}2k_{2}}$$

$$B_{1} = A_{3}(k_{1}^{2} + k_{2}^{2})\frac{e^{k_{2}D} - e^{-k_{2}D}}{2ik_{1}2k_{2}}$$

Коэффициент поглощения при прохождении прямоугольного потенциального барьера

$$E < U_0 \quad k_1 = \sqrt{2 \cdot E}, k_2 = \sqrt{2 \cdot (U_0 - E)}$$
$$D = \frac{(2k_1k_2)^2}{(k_2^2 + k_1^2)^2 Sh^2 k_2 D + 4k_1^2 k_2^2}$$
$$E > U_0 \quad k_1 = \sqrt{2 \cdot E}, k_2 = \sqrt{2 \cdot (E - U_0)}$$
$$D = \frac{(2k_1k_2)^2}{(k_2^2 - k_1^2)^2 Sin^2 k_2 D + 4k_1^2 k_2^2}$$



Коэффициент поглощения при прохождении прямоугольного потенциального барьера

$$E > U_0$$

$$D = \frac{(2k_1k_2)^2}{(k_2^2 - k_1^2)^2 Sin^2 k_2 D + 4k_1^2 k_2^2}$$



Исследовать поведение коэффициента прохождения при E=U₀

Коэффициент поглощения при прохождении двойного прямоугольного потенциального барьера

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

$$\kappa = \frac{k_1}{k_2}; \cos \phi_{\kappa} = \frac{1}{\sqrt{1 + \kappa^2}}; \sin \phi_{\kappa} = \frac{\kappa}{\sqrt{1 + \kappa^2}};$$

$$I \qquad II \qquad III \qquad IV \qquad V \\ A_{1}e^{ik_{1}x} + \\ + B_{1}e^{-ik_{1}x} \qquad d \qquad d \qquad X \\ k_{1} = \sqrt{2 \cdot E}, k_{2} = \sqrt{2 \cdot (U_{0} - E)} \\ A_{4}e^{k_{2}(2d+D)} + B_{4}e^{-k_{2}(2d+D)} = e^{ik_{1}(2d+D)}; \\ A_{4}k_{2}e^{k_{2}(2d+D)} - B_{4}k_{2}e^{-k_{2}(2d+D)} = ik_{1}e^{ik_{1}(2d+D)}; \\ A_{4} = e^{(ik_{1}-k_{2})(2d+D)}(1+i\kappa)/2 = \sqrt{1+\kappa^{2}}e^{(ik_{1}-k_{2})(2d+D)+i\phi_{k}}/2; \\ B_{4} = e^{(ik_{1}+k_{2})(2d+D)}(1-i\kappa)/2 = \sqrt{1+\kappa^{2}}e^{(ik_{1}+k_{2})(2d+D)-i\phi_{k}}/2; \end{cases}$$







Когда $B_1 = 0$, коэффициент прохождения будет единица.

 $\left[\sin 2\phi_k \cos k_1 D \cosh k_2 d + \cos 2\phi_k \sin k_1 D \sinh k_2 d\right] = 0$ $\sin 2\phi_k \cos k_1 D + \cos 2\phi_k \sin k_1 D \tanh k_2 d \underset{d \to \infty}{\longrightarrow} \sin(2\phi_k + k_1 D)$

Соответствует собственным значениям ямы ширины *D* и глубины *U*₀

Резонансы при отражении



Резонансы при отражении



Резонансы при отражении



Автоионизационное (квазидискретное) состояние резонанс

 U_0 =2 au, D=4 au



 $E_1 = 0.20$ $E_2 = 0.77$ $E_3 = 1.62$

Определить ширину автоионизационного состояния

Первая идентификация конфайнмент-резонансов в фуллеренах

Y.B. Xu, M.Q. Tan, and U. Becker, *Phys. Rev. Lett.* **76**, 3538 (1996). «Oscillations in the Photoionization Cross Section of C_{60} »



Формирование конфайнмент-резонансов



Спектр в потенциальной модели

Y.B. Xu, M.Q. Tan, and U. Becker, *Phys. Rev. Lett.* **76**, 3538 (1996). «Oscillations in the Photoionization Cross Section of C_{60} »



Спектр фотоионизации H@C₆₀ и H@C₃₆

A N Grum-Grzhimailo, E V Gryzlova and S I Strakhova

«Effects of fullerene confining potential on the ionization of the hydrogen atom by a strong femtosecond VUV pulse»

J. Phys. B: At. Mol. Opt. Phys. 44, 235005 (2011).





Свойства волнового пакета

Фазовая и групповая скорости.
 Движение свободной частицы.
 Эволюция стационарного состояния

$$E = \frac{E_0}{\partial k} \int_{k-\partial k/2}^{k+\partial k/2} \exp(-i(\omega t - kx))dk = \frac{E_0}{\partial k} \int_{k-\partial k/2}^{k+\partial k/2} \exp(-i(\omega_0 t + \frac{\partial \omega}{\partial k}(k-k_0)t - kx))dk = \frac{E_0}{\partial k} \int_{k-\partial k/2}^{k+\partial k/2} \exp(-i(\omega_0 t + \frac{\partial \omega}{\partial k}(k-k_0)t - kx))dk = \frac{E_0}{\partial k} \int_{k-\partial k/2}^{k+\partial k/2} \exp(-i(\omega_0 t + \frac{\partial \omega}{\partial k}(k-k_0)t - kx))dk = \frac{E_0}{\partial k} \int_{k-\partial k/2}^{k+\partial k/2} \exp(-i(\omega_0 t + \frac{\partial \omega}{\partial k}(k-k_0)t - kx))dk$$

$$E_{0} \frac{\sin(\frac{\partial \omega}{\partial k}t - x) \delta k/2}{\left(\frac{\partial \omega}{\partial k}t - x\right) \delta k/2} \exp(-i(\omega_{0}t - k_{0}x))$$

Движение пакета как целого, групповая скорость

Движение волны, фазовая скорость



Свойства волнового пакета

Фазовая и групповая скорости.
 Движение свободной частицы.
 Эволюция стационарного состояния

Волновой пакет свободной частицы $\psi(x,t) = \int a_0(k) e^{i(kx - \frac{k^2}{2}t)} dk;$ $a_0(k) = \frac{1}{2\pi} \int \psi(x,0) e^{-ikx} dx$ $E = \omega(k) = \frac{k^2}{2}.$

Волновой пакет в потенциале

$$\Psi(x,t) = \sum a_n \psi_n(x) e^{-iE_n t}$$

$$a_n = \int \Psi(x,0)\psi_n(x)dx$$



$$\Psi(x,t) = \sum_{n} a_n \exp(-iE_n t)\psi_n(x);$$
$$a_n = \int \Psi(x,0)\psi_n(x)dx$$

$$\Psi(x,0) = \psi_1(x) \qquad \Psi(x,0) = \frac{\psi_1(x) + \psi_2(x)}{\sqrt{2}} \qquad \Psi(x,0) = \frac{1}{\sqrt{D}}$$



$$\Psi(x,t) = \sum_{n} a_n \exp(-iE_n t)\psi_n(x); \quad a_n = \int \Psi(x,0)\psi_n(x)dx$$

$$\Psi(x,0) = \psi_1(x)$$







$$\Psi(x,t) = \sum_{n} a_n \exp(-iE_n t)\psi_n(x); \quad a_n = \int \Psi(x,0)\psi_n(x)dx$$

 $\Psi(x,0) = \psi_1(x)$



 $a_1=0.900316$ $a_3=0.300105$ $a_5=0.180063$ $a_7=0.128617$ $a_9=0.100035$

