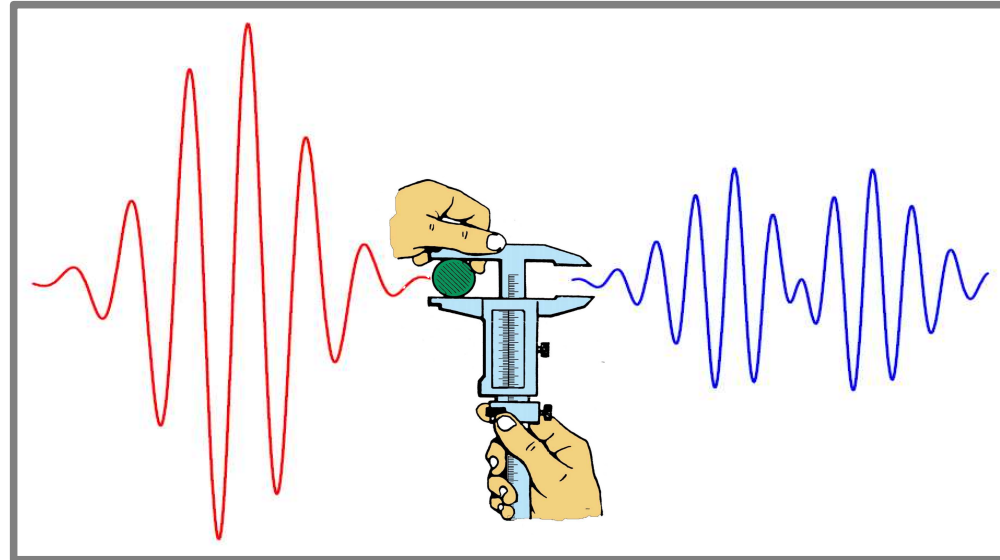


Лекция 4. Потенциальные барьеры и потенциальные ямы

Напоминание: Основы формализма квантовой механики

$$\Psi(x): \begin{cases} w(a < x < b) = \int_a^b \Psi^* \Psi dx \\ \vec{j} = \frac{\hbar}{2mi} (\Psi^* \vec{\nabla} \Psi - \Psi \vec{\nabla} \Psi^*) \end{cases}$$

для плоской волны: $j = \frac{\hbar k}{m} |\Psi|^2$

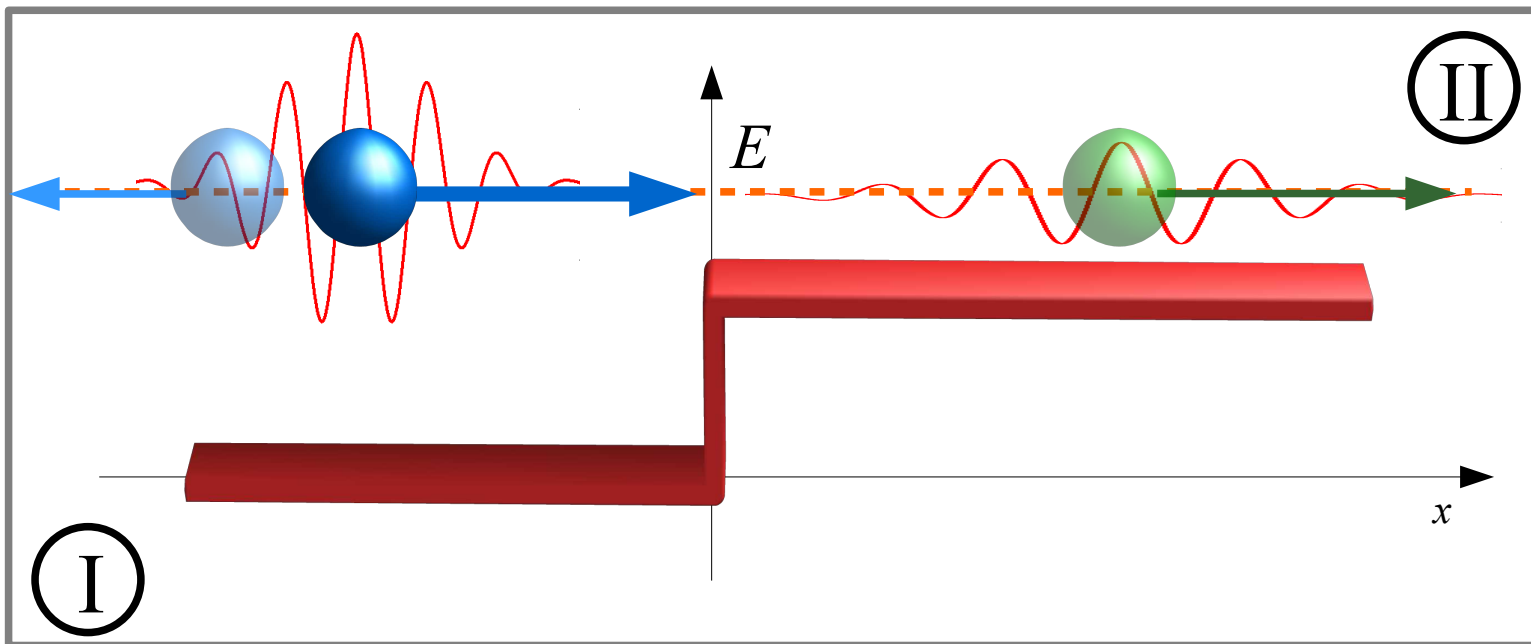


$$i \hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t} = \hat{H} \Psi$$
$$\hat{H} \Psi = E \Psi$$

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + U(\vec{r})$$

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

Задача о «бесконечном» барьере



$$R = \frac{j_{\text{отр}}}{j_{\text{пад}}} = |A|^2 = \left(\frac{k - k'}{k + k'} \right)^2$$

$$T = \frac{j_{\text{прош}}}{j_{\text{пад}}} = \frac{k'}{k} |B|^2 = \frac{4kk'}{(k + k')^2}$$

$$R + T = 1$$

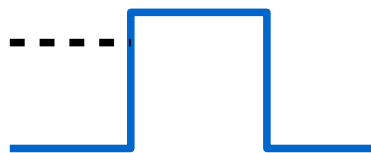


https://img.fotokonkurs.ru/cache/photo_1500w/photos/2016/03/22/3/c3ed29671412ad14acb00f143c101cea/2a565a5bef35478d88af858a02d7dc0c7f75b2c6.jpg

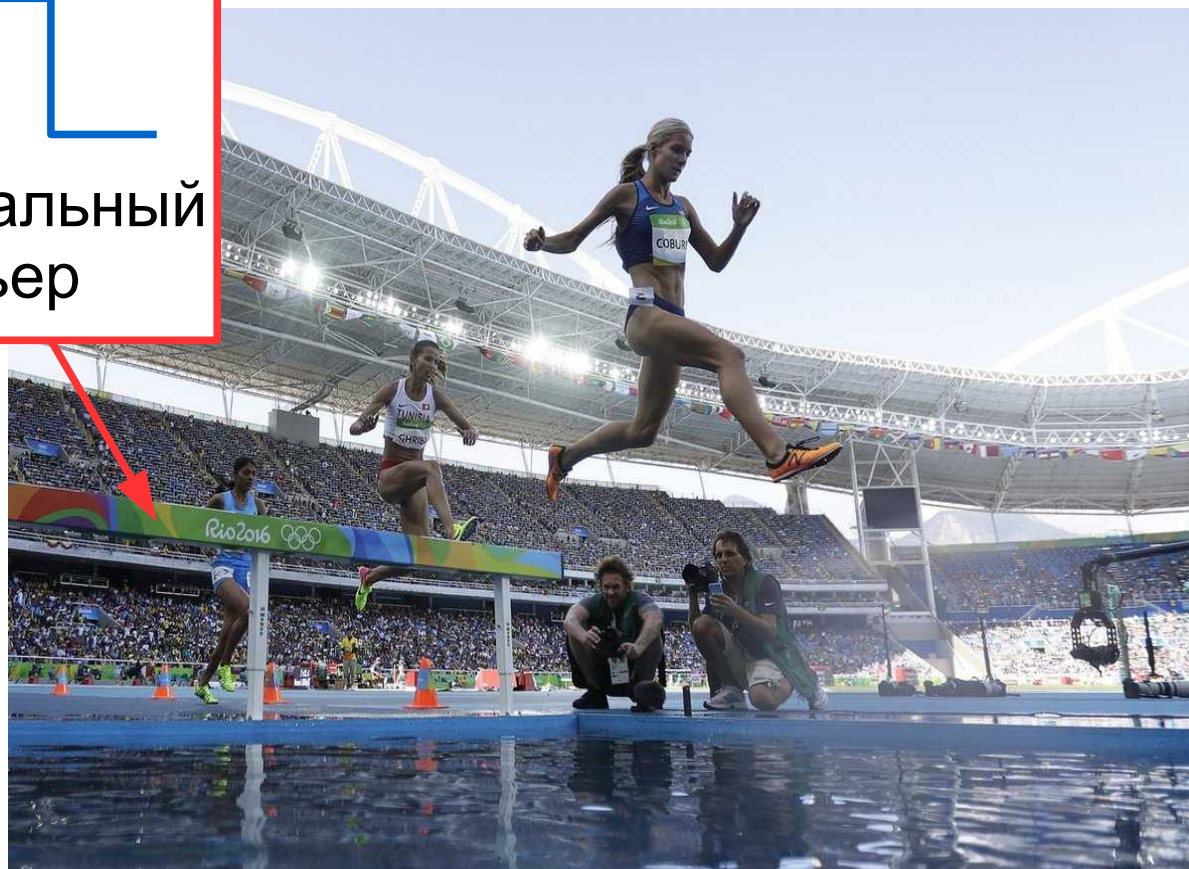
Квантовая задача о яме и барьере



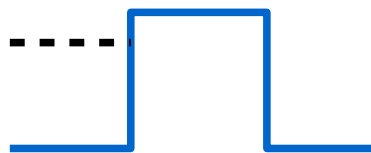
Квантовая задача о яме и барьере



потенциальный
барьер



Квантовая задача о яме и барьере



потенциальный
барьер



потенциальная
яма



Квантовая задача о яме и барьере



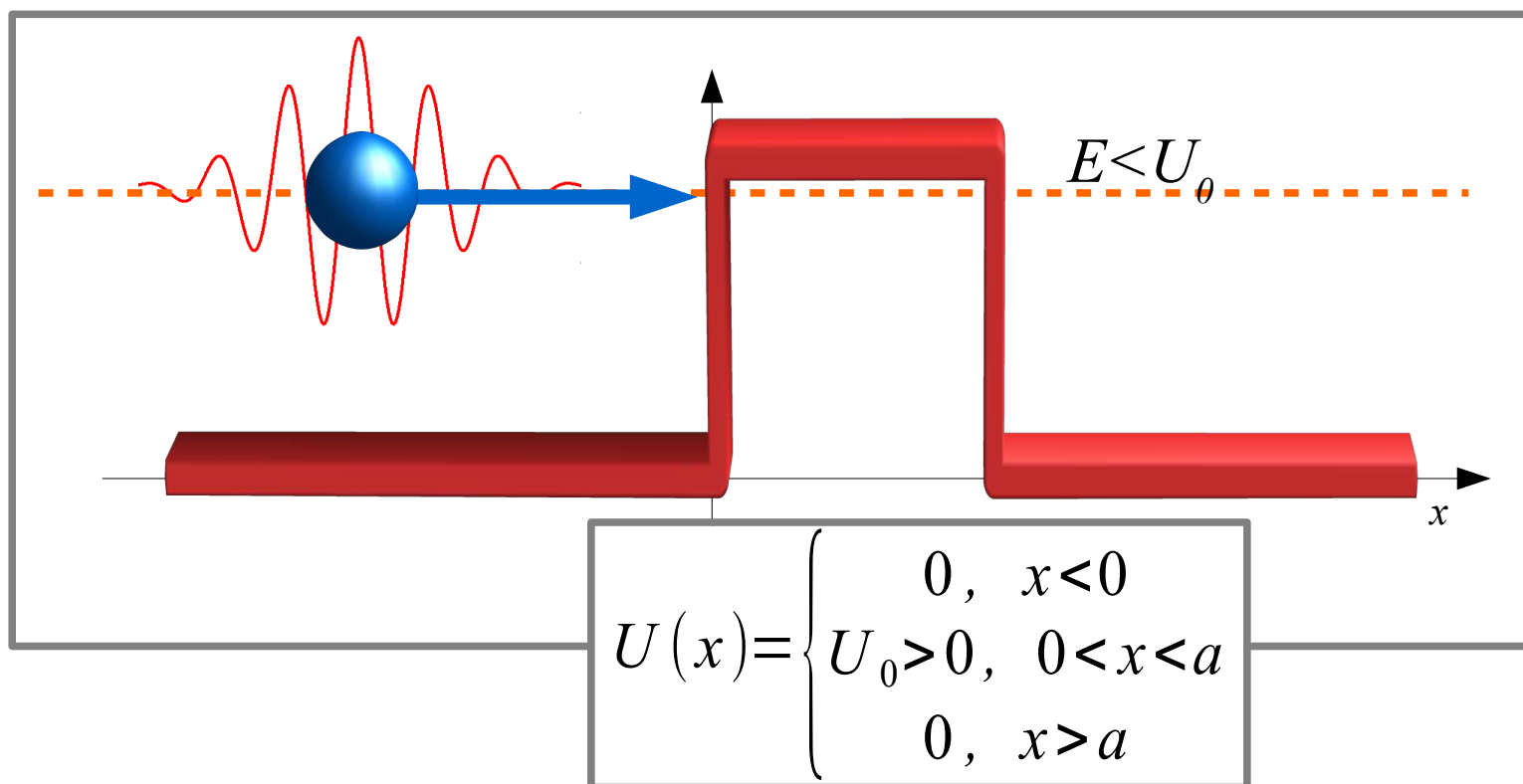
экспериментатор:
измерение
коэффициентов
прохождения/отражения,
энергии состояний в яме

теоретик

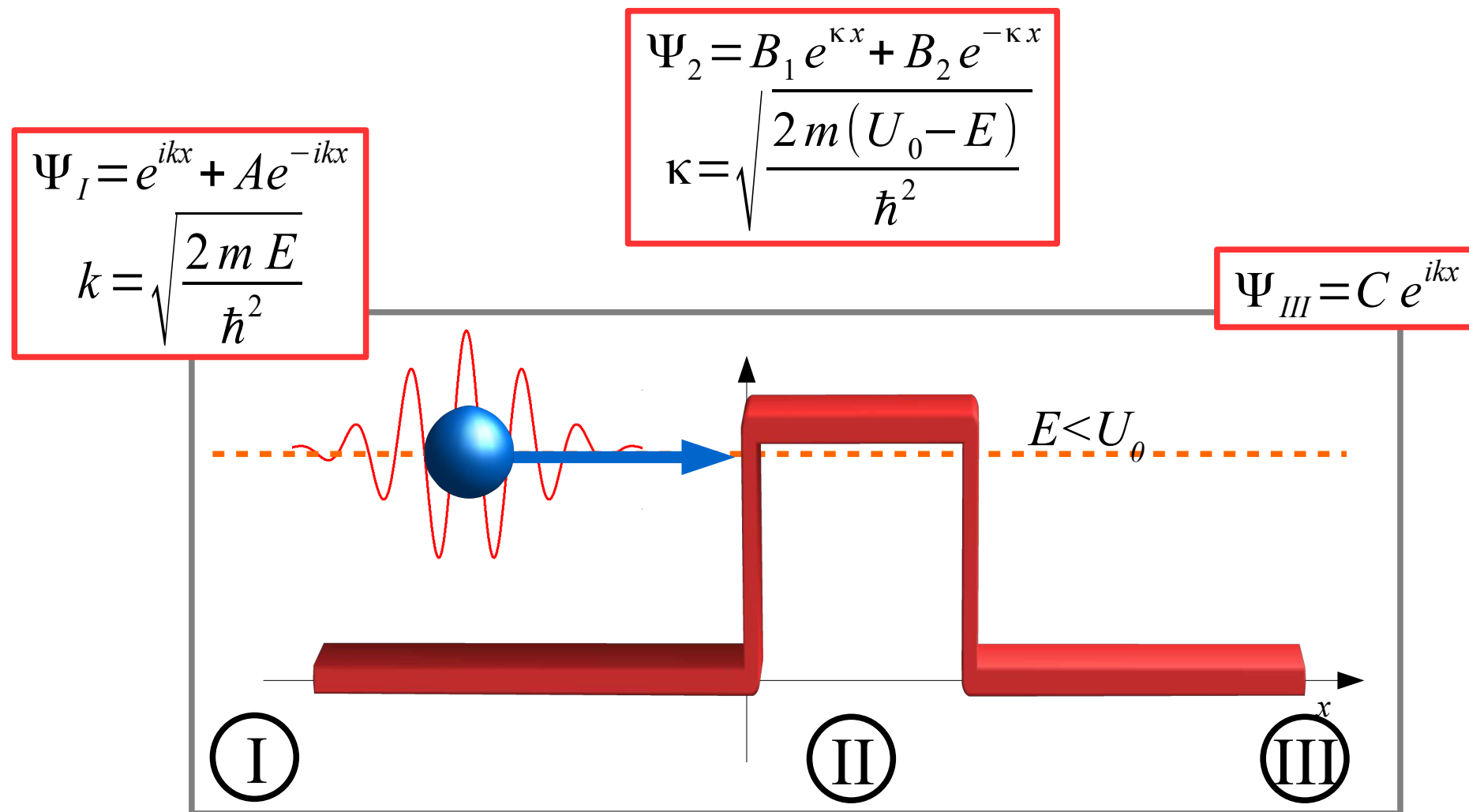
$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \Psi + U(x) \Psi = E \Psi$$

Часть 1: Подбарьерное туннелирование

$$\frac{\hbar^2}{2m} \Psi'' + (E - U(x)) \Psi = 0$$



Подбарьерное туннелирование



$$C e^{i k a} = \frac{1}{ch(\kappa a) + i \frac{\kappa^2 - k^2}{2 \kappa k} sh(\kappa a)}$$

коэффициент прохождения

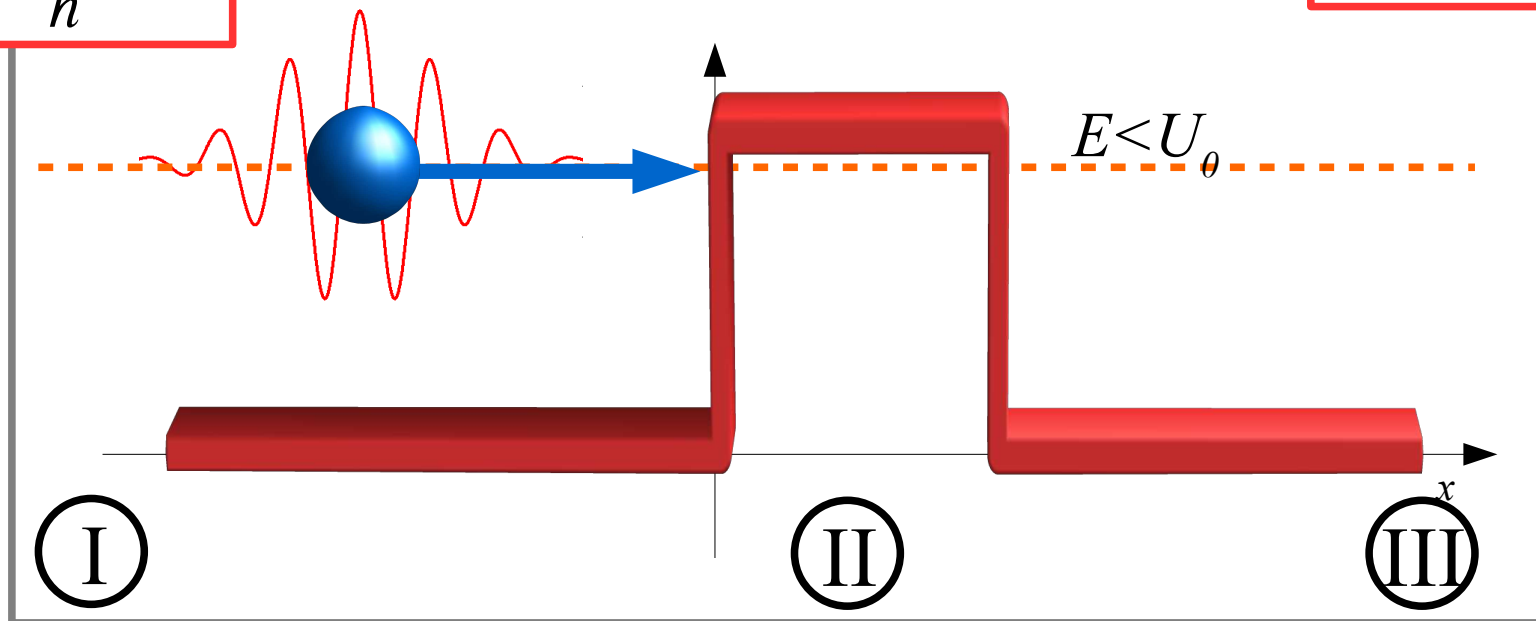
$$T = \frac{j_{\text{прош}}}{j_{\text{пад}}} = |C e^{i k a}|^2 = \frac{1}{1 + \frac{(k^2 + \kappa^2)^2}{4 \kappa^2 k^2} sh^2(\kappa a)} = \frac{1}{1 + \frac{U_0^2}{4 E (U_0 - E)} sh^2(\kappa a)}$$

Ψ_I

$$k = \sqrt{\frac{2 m E}{\hbar^2}}$$

$$\hbar^2$$

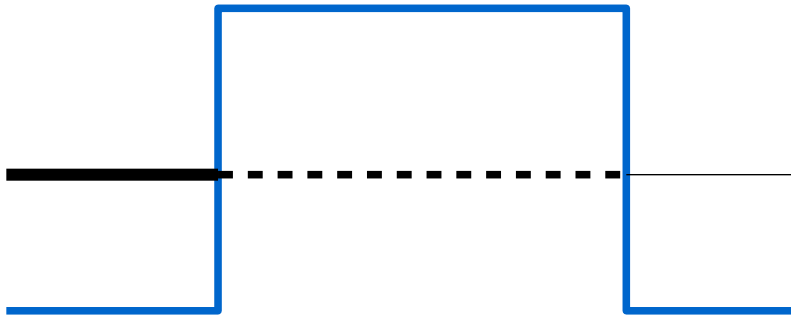
$$\Psi_{III} = C e^{i k x}$$



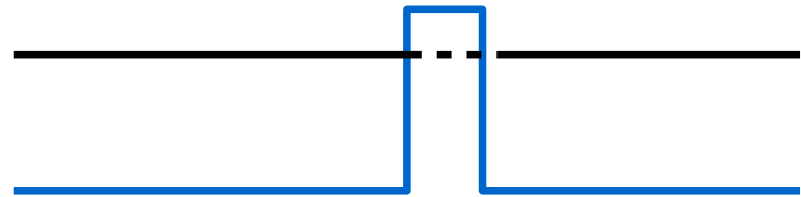
Предельные случаи для туннелирования

$$T = \frac{1}{1 + \frac{U_0^2}{4E(U_0 - E)} \operatorname{sh}^2(\kappa a)}$$

$(\kappa a) \gg 1$



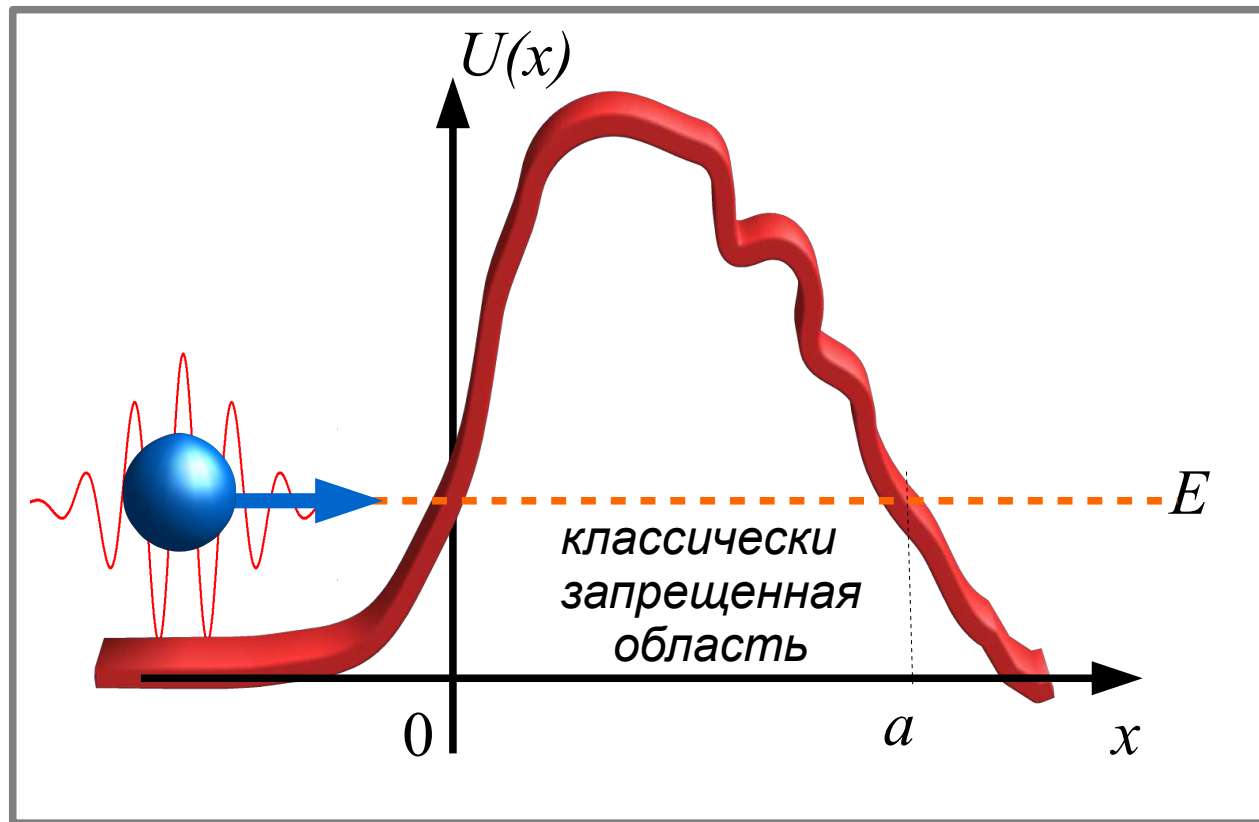
$(\kappa a) \ll 1$



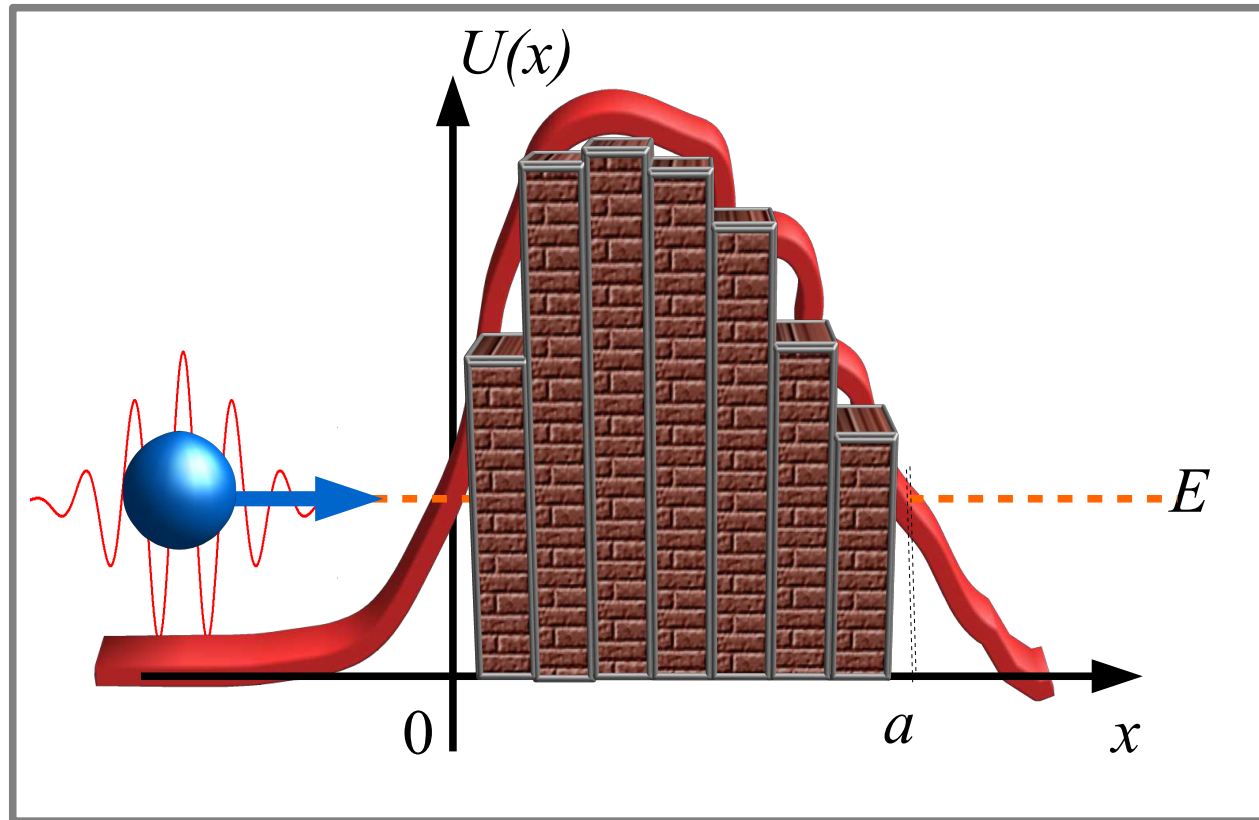
$$T \approx \frac{16E(U_0 - E)}{U_0^2} e^{-2\kappa a} \simeq e^{-2\kappa a}$$

$$T \approx \frac{1}{1 + \frac{m a^2 U_0^2}{2\hbar^2 E}}$$

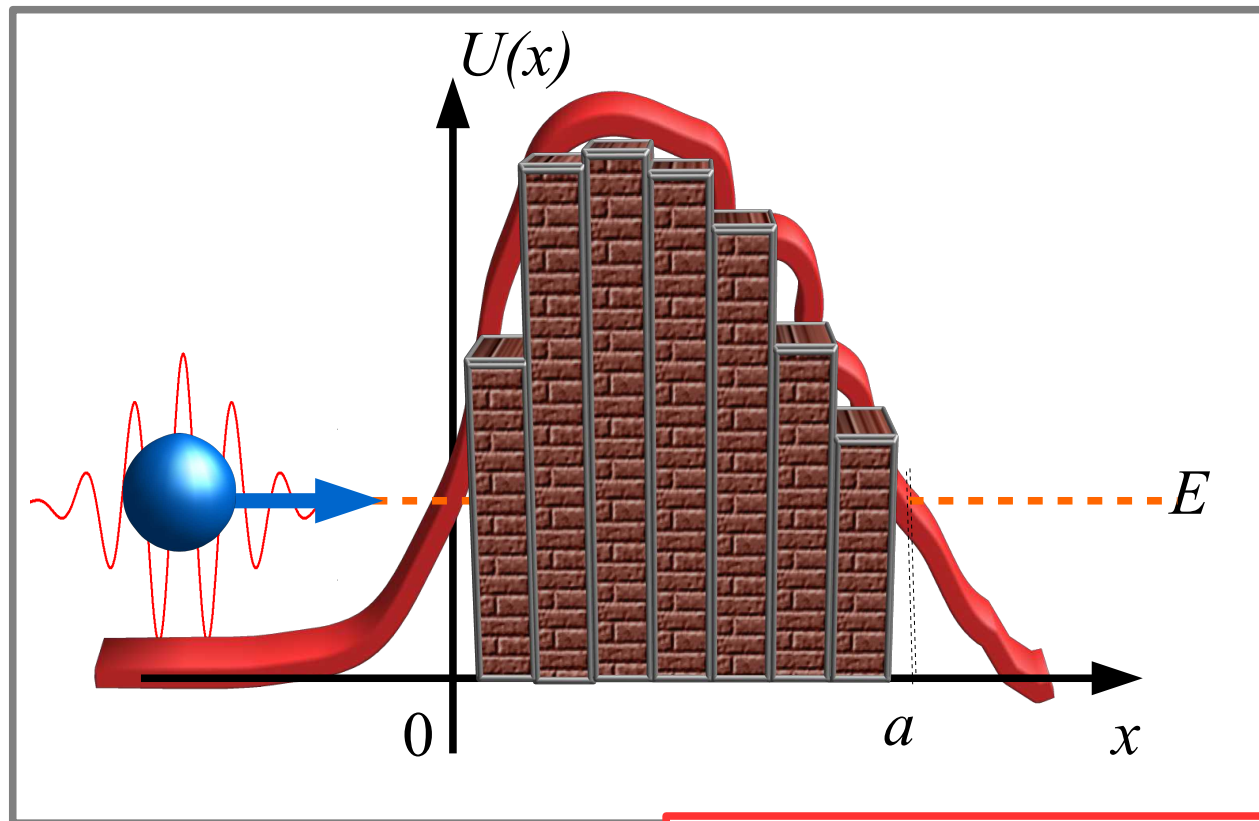
Высокий барьер «произвольной» формы



Высокий барьер «произвольной» формы

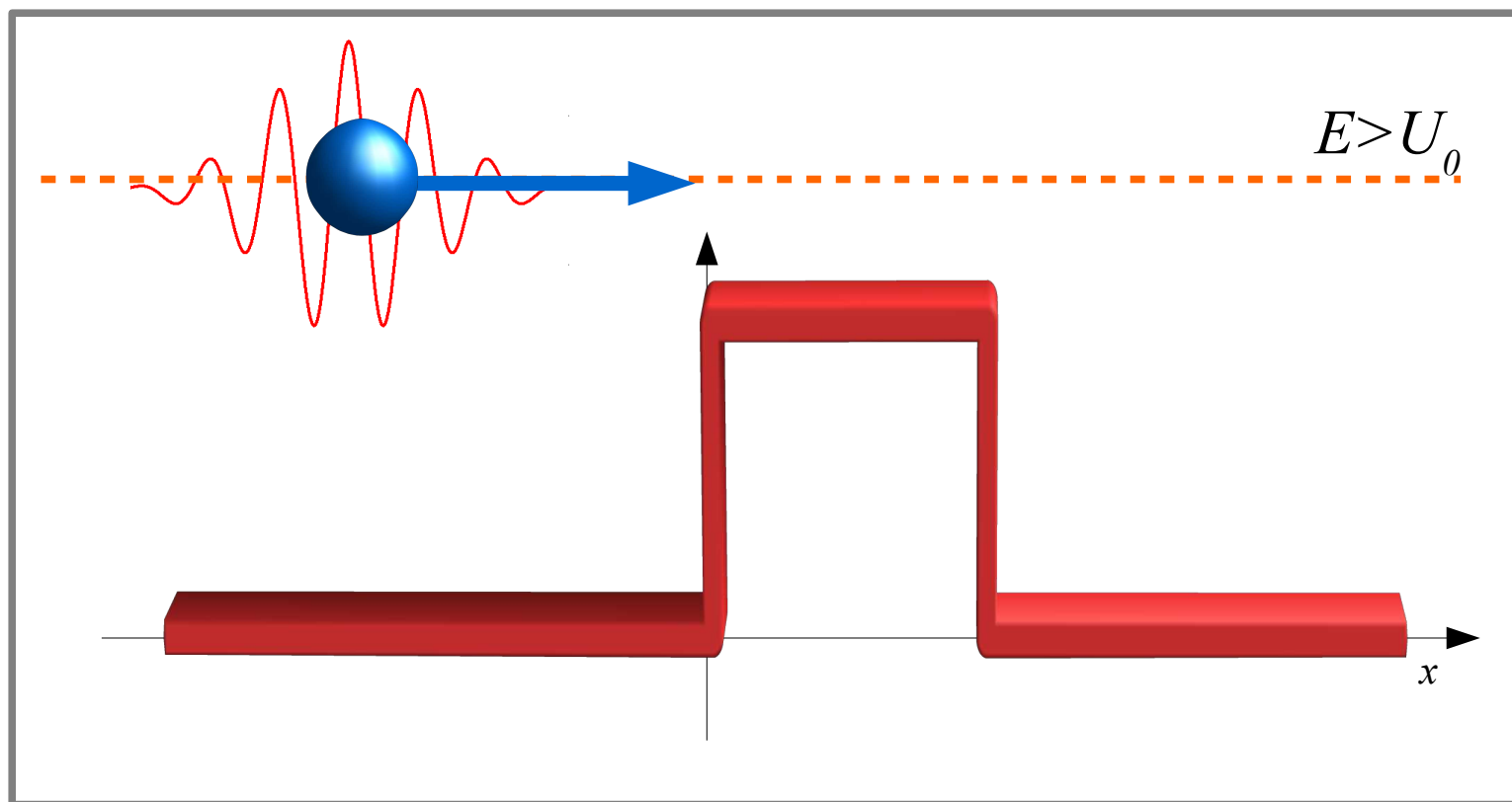


Высокий барьер «произвольной» формы

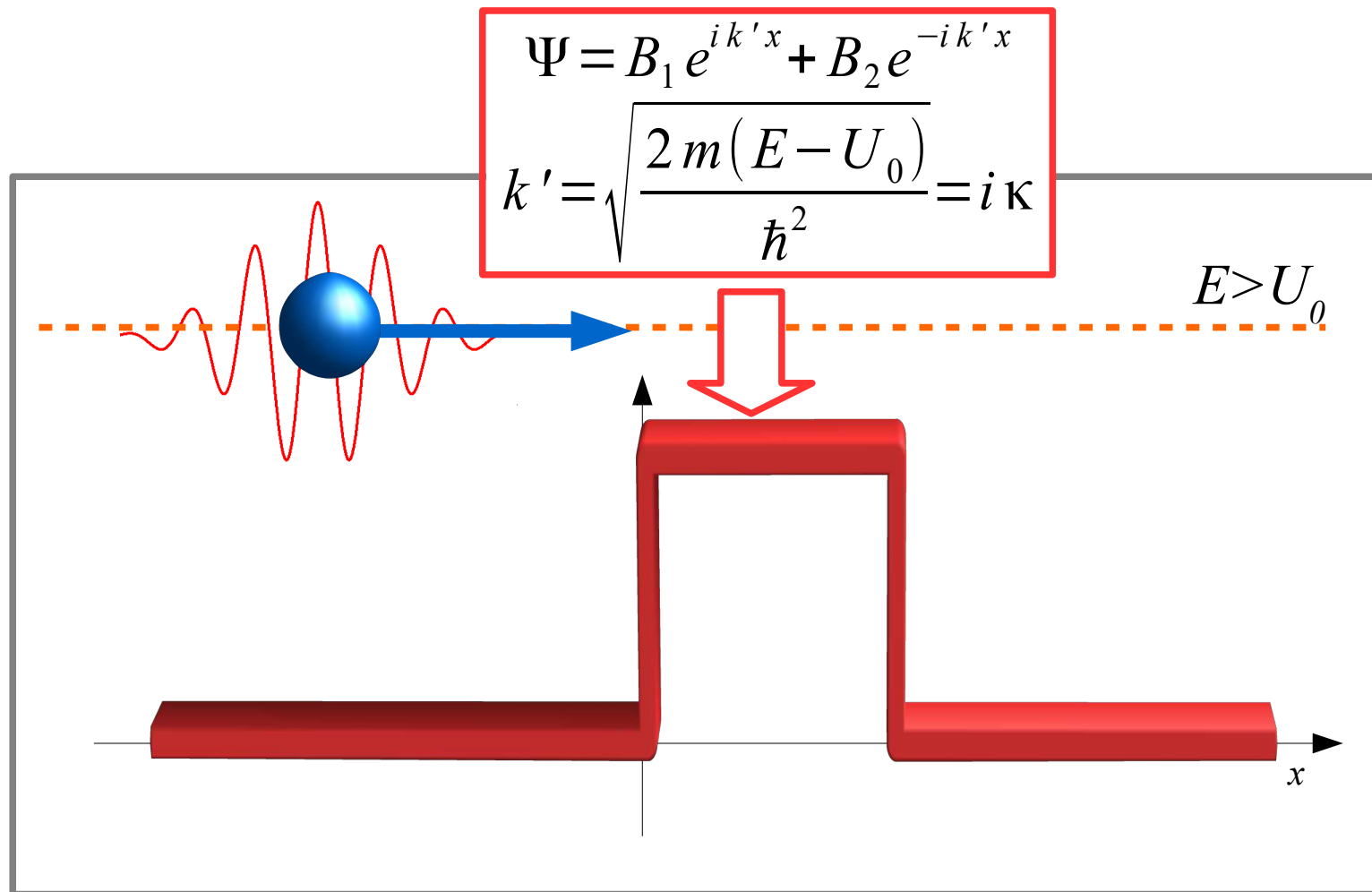


$$T \sim \exp \left(-2 \int_a^b \frac{\sqrt{2m(U(x) - E)}}{\hbar} dx \right)$$

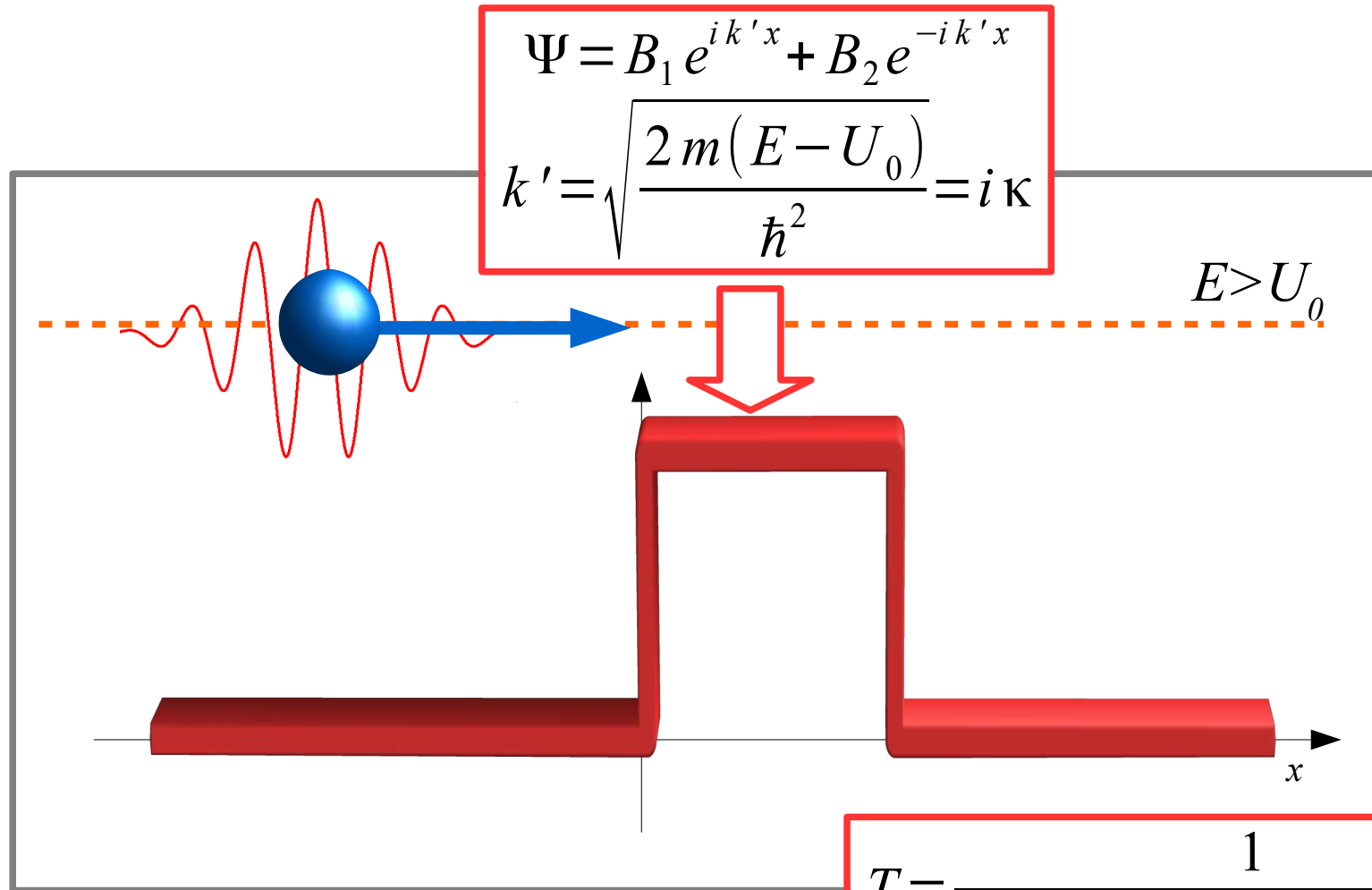
Бонус: надбарьерное отражение



Бонус: надбарьерное отражение



Бонус: надбарьерное отражение



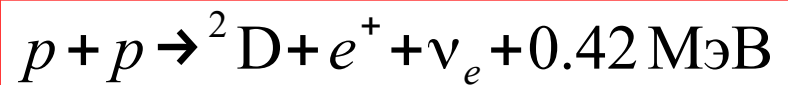
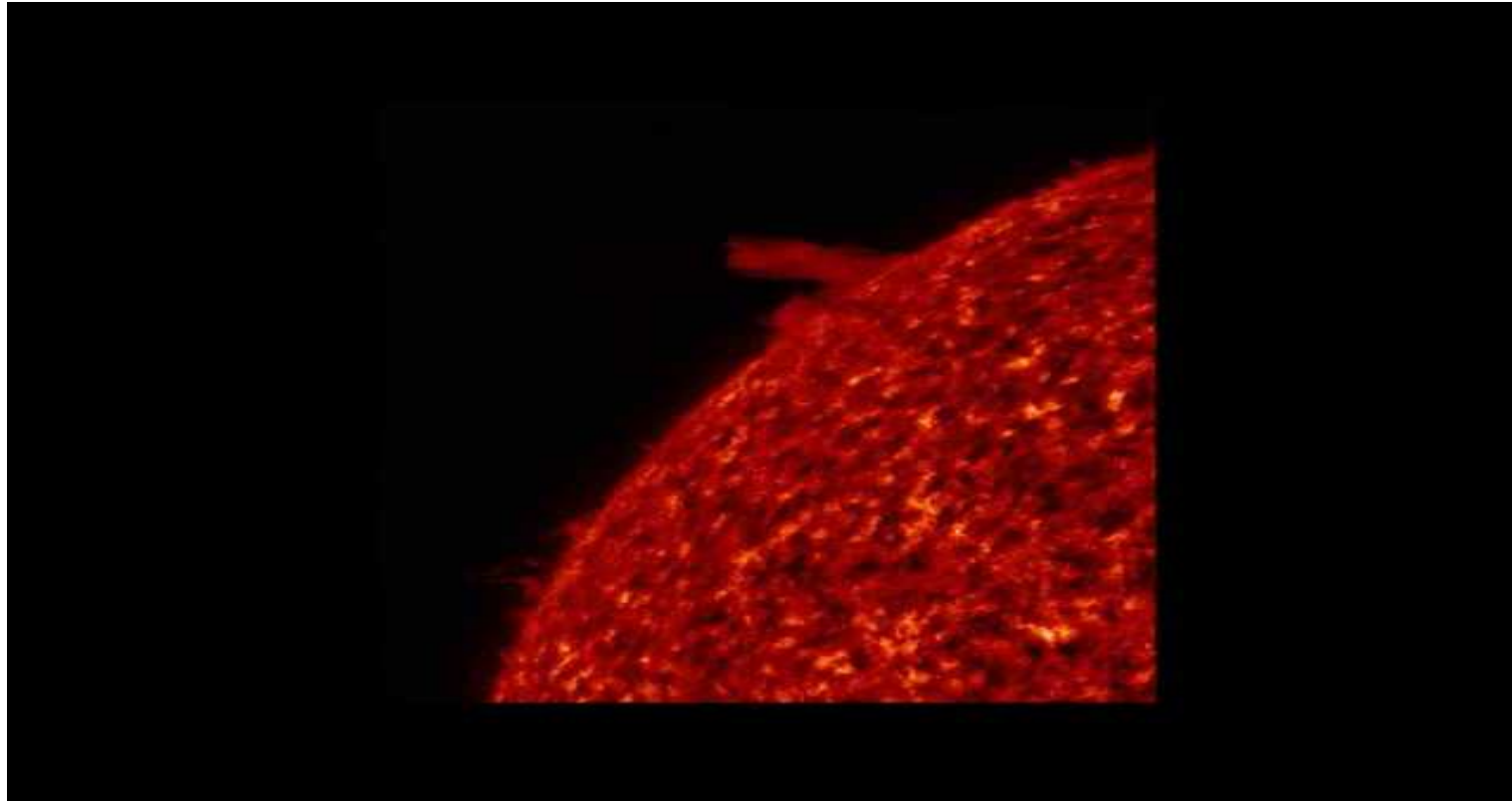
$$\Psi = B_1 e^{ik'x} + B_2 e^{-ik'x}$$
$$k' = \sqrt{\frac{2m(E - U_0)}{\hbar^2}} = i\kappa$$

$$T = \frac{1}{1 + \frac{U_0^2}{4E(E - U_0)} \sin^2(k'a)}$$

Часть 2: Проявление и применение эффекта подбарьерного туннелирования

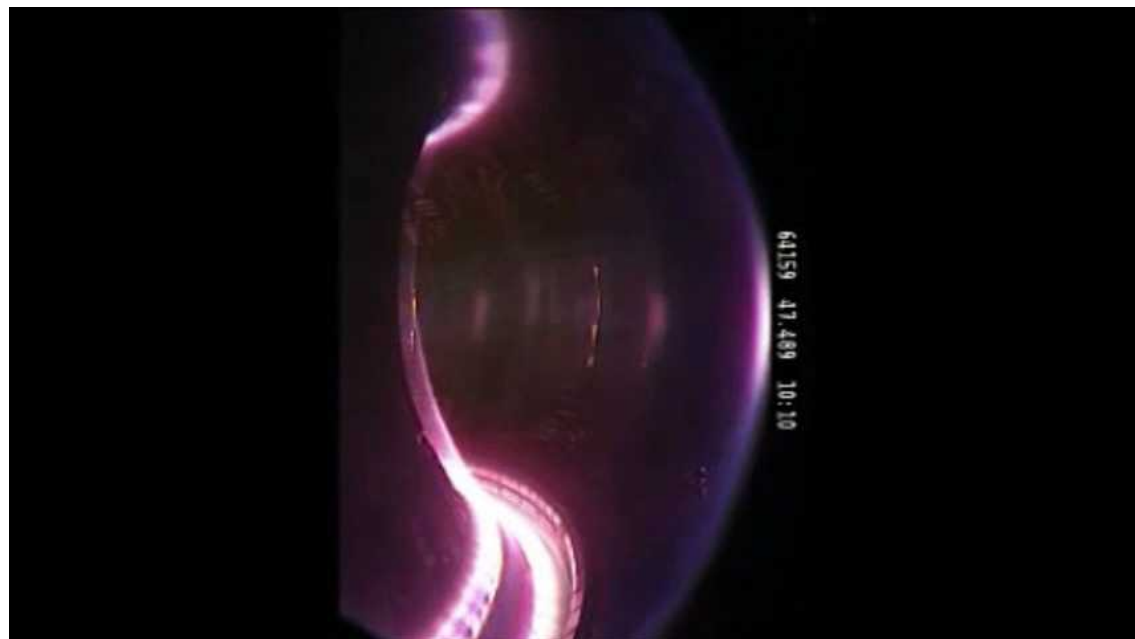
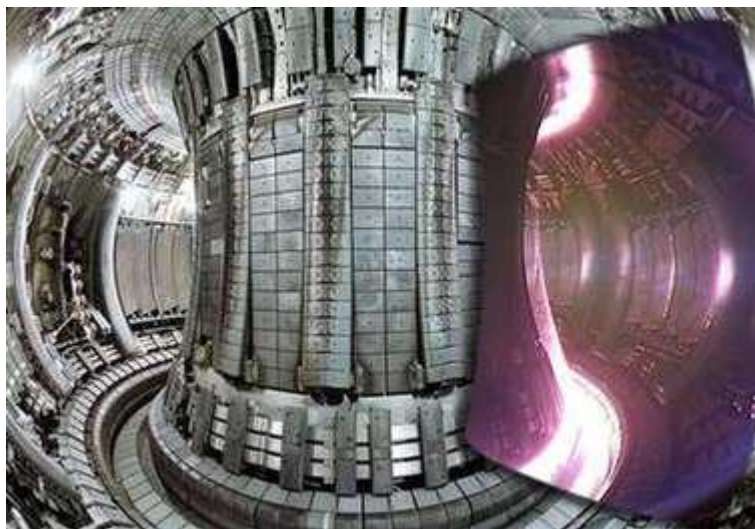
- Реакции ядерного синтеза
- Альфа-распад
- Туннельные контакты проводников и туннельный микроскоп

Реакции ядерного синтеза: звезды



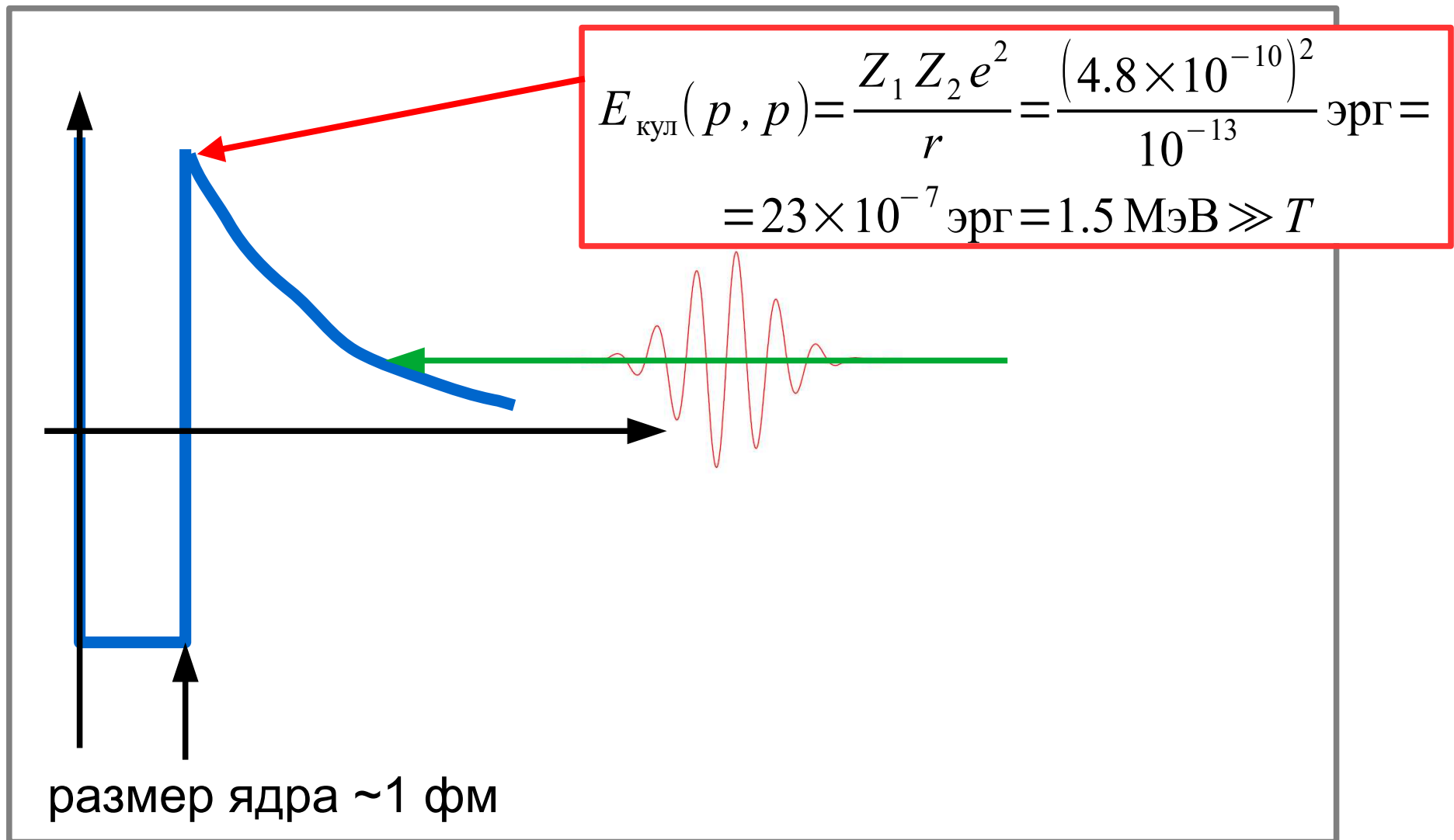
$$T_{\text{ядра}} \simeq 15 \times 10^6 \text{ К} \simeq 14 \text{ кэВ}$$

Реакции ядерного синтеза: ТоКаМаК

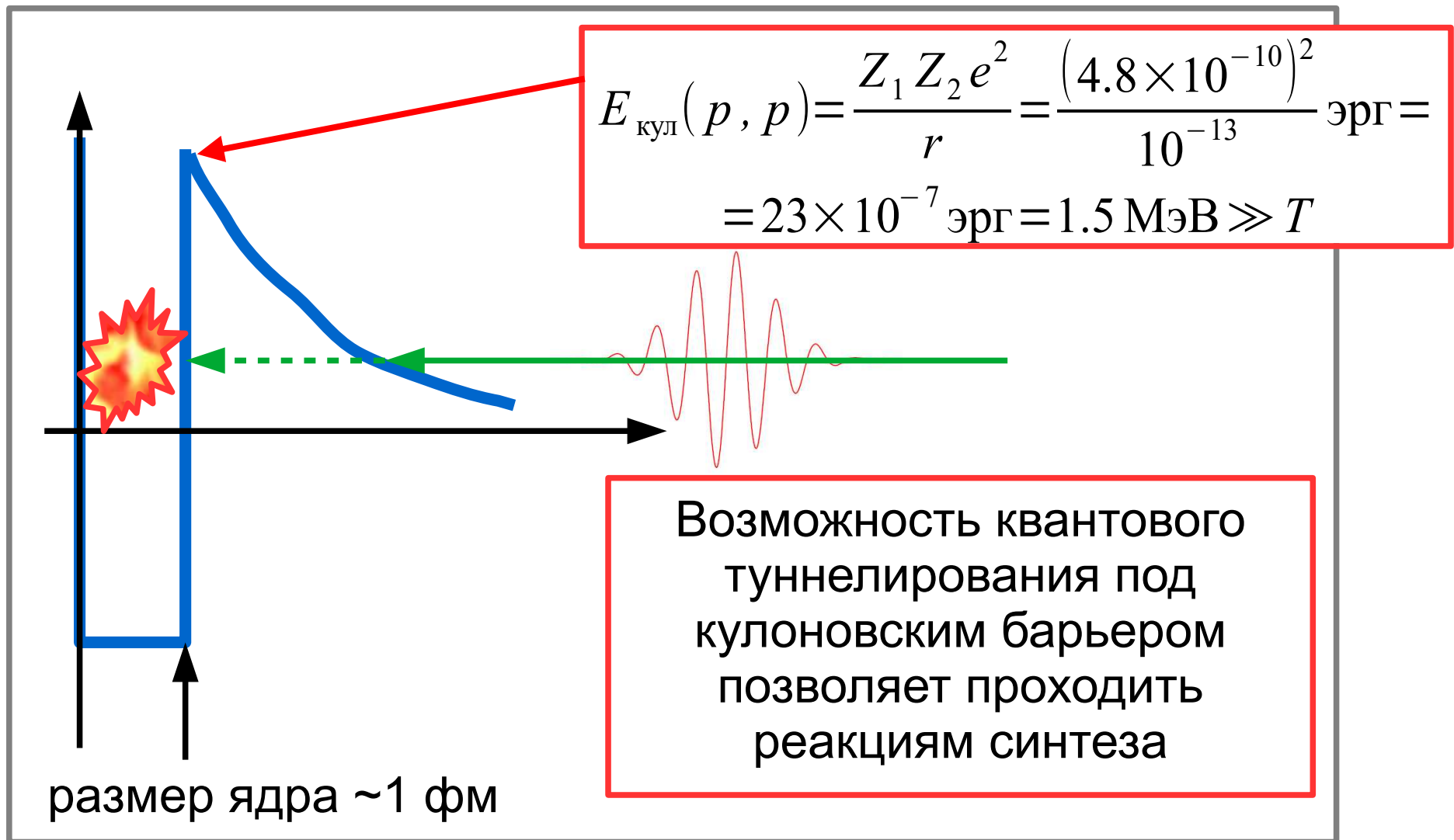


$$T_{\text{плазмы}} \simeq 150 \times 10^6 \text{ К} \simeq 140 \text{ кэВ}$$

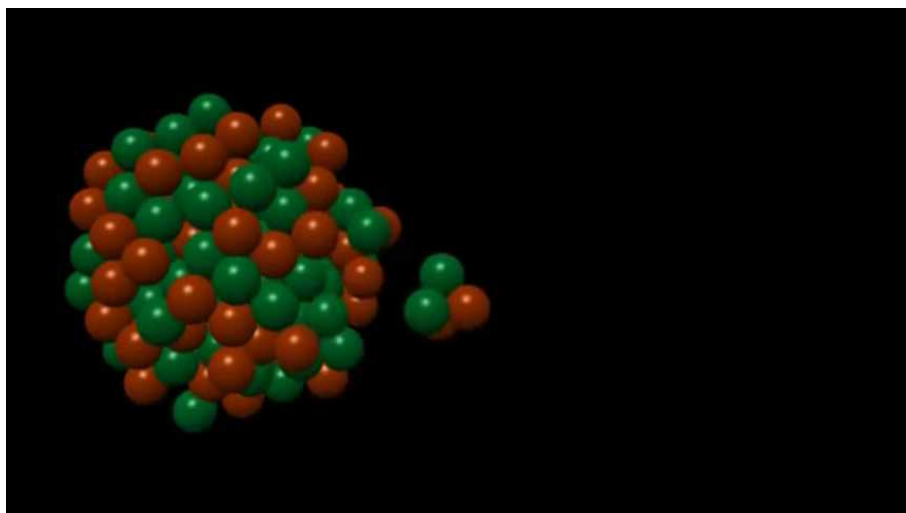
Потенциал взаимодействия ядер при синтезе и туннельный эффект



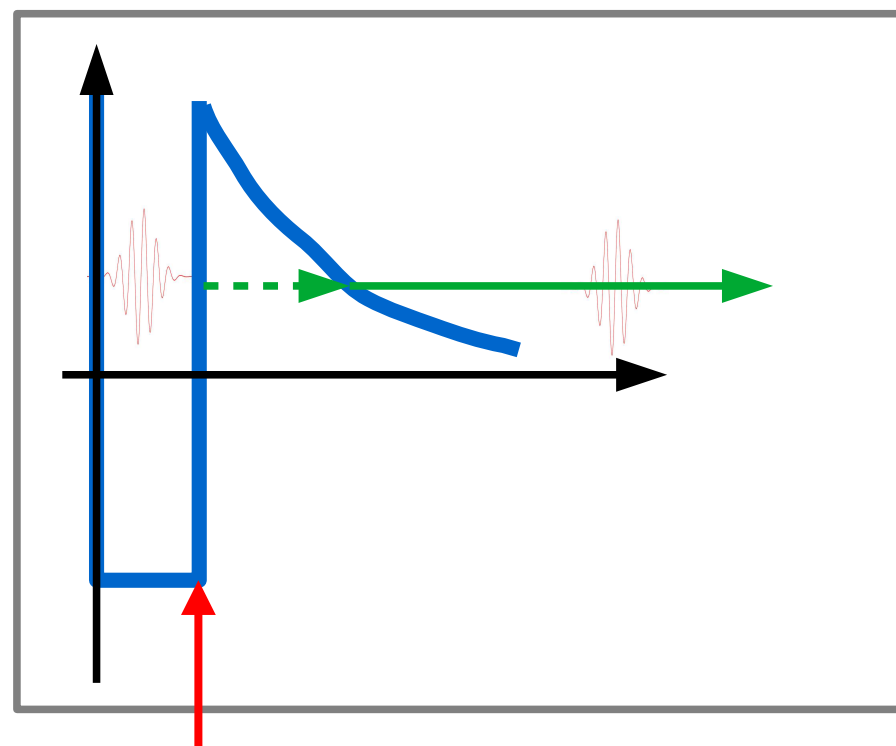
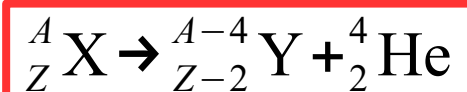
Потенциал взаимодействия ядер при синтезе и туннельный эффект



Альфа-распад тяжелых ядер

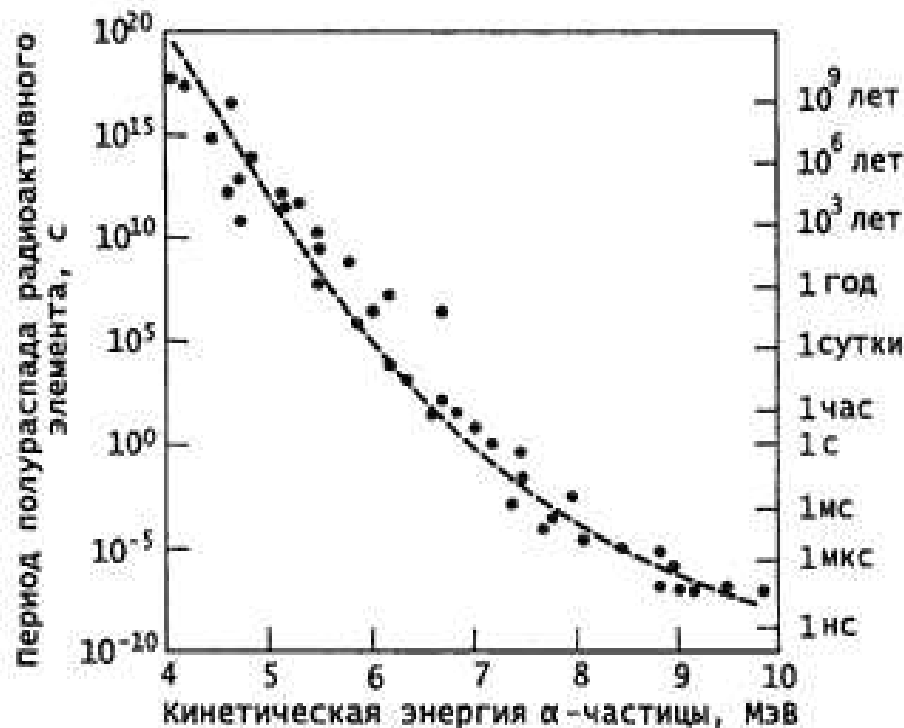


<https://gfycat.com/darlingskinnyarieltoucan>

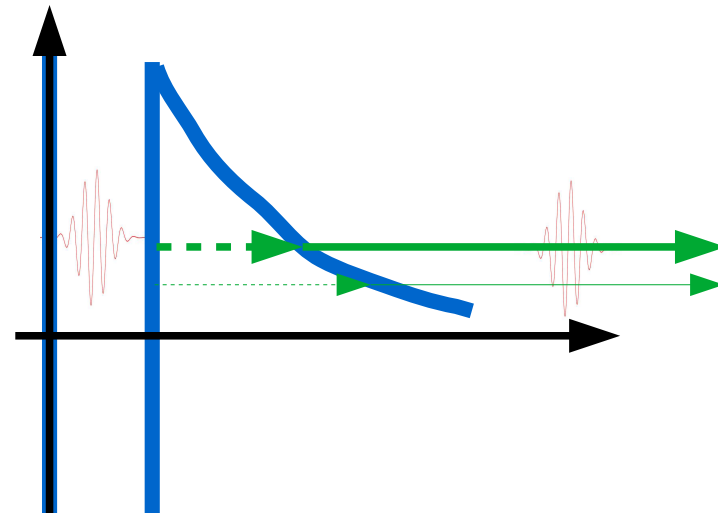


$$E_{\text{кул}} = \frac{Z_1 Z_2 e^2}{r} \sim 100 \dots 200 \text{ МэВ} \gg E_{\alpha} \sim 1 \dots 10 \text{ МэВ}$$

Альфа-распад тяжелых ядер

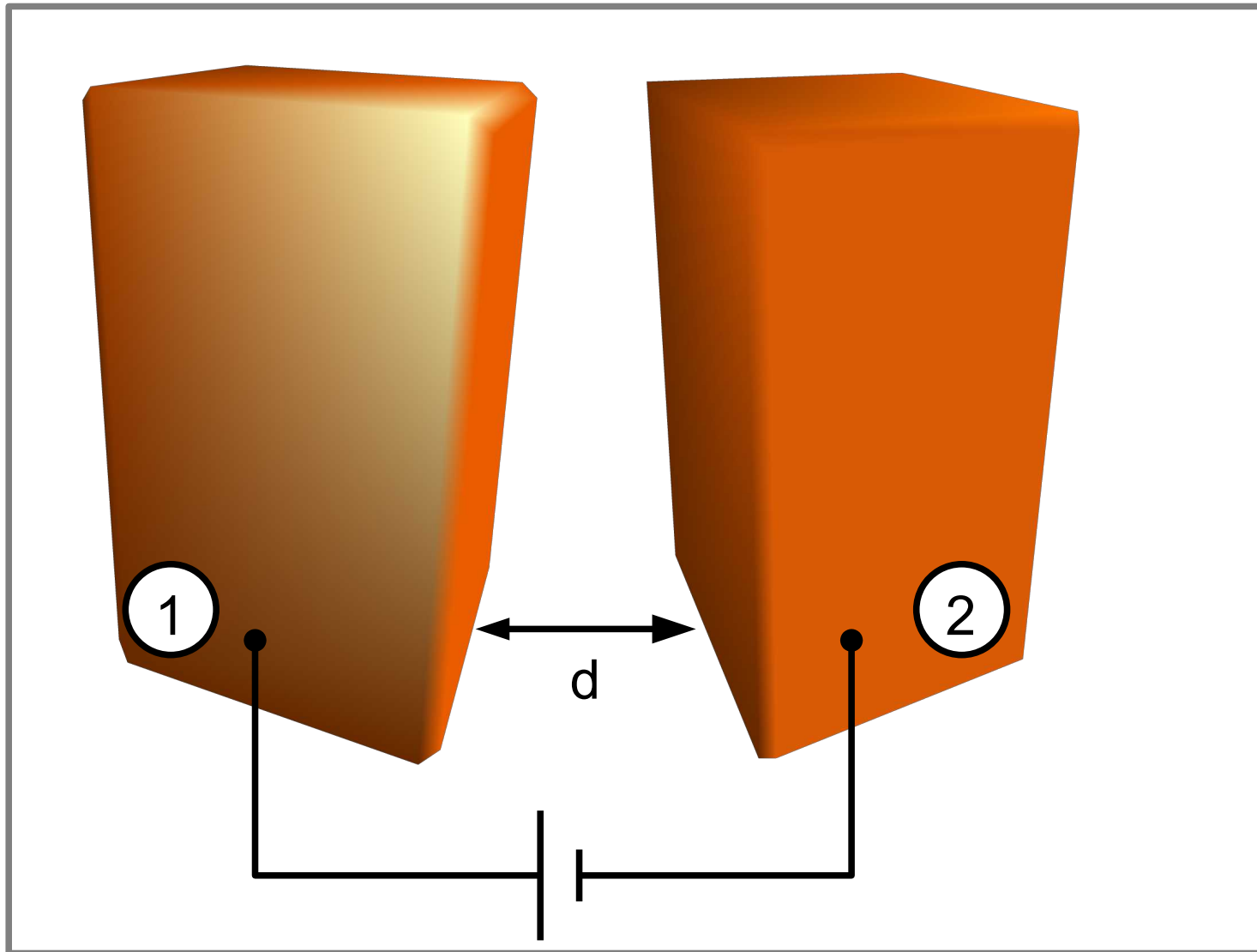


$$T \sim \exp \left(-2 \int_a^b \frac{\sqrt{2m(U(x) - E)}}{\hbar} dx \right)$$

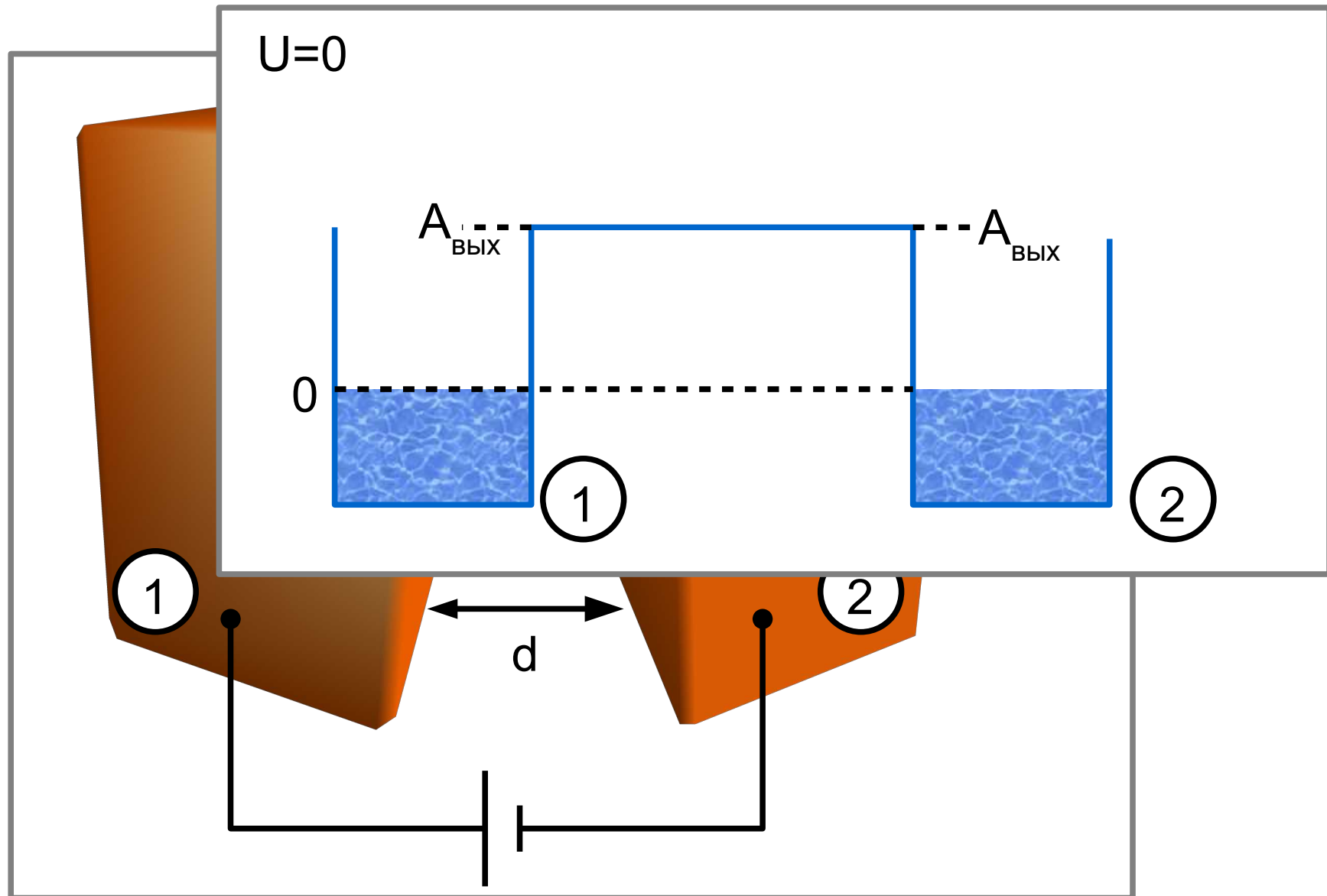


С понижением энергии альфа-частиц растет ширина запрещенной области и высота барьера — уменьшается вероятность прохождения и растет период полураспада

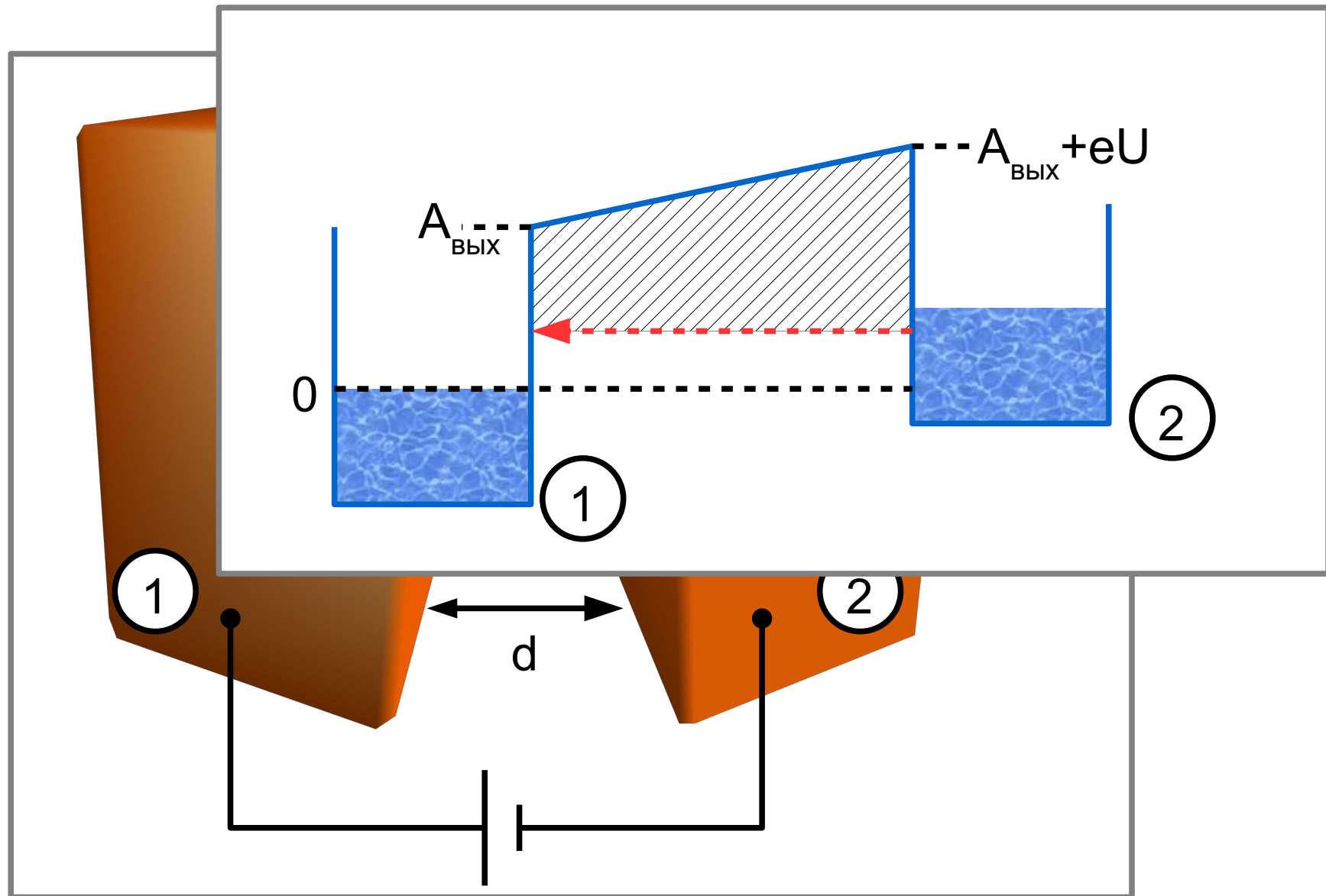
Туннелирование электронов между проводниками и туннельный микроскоп



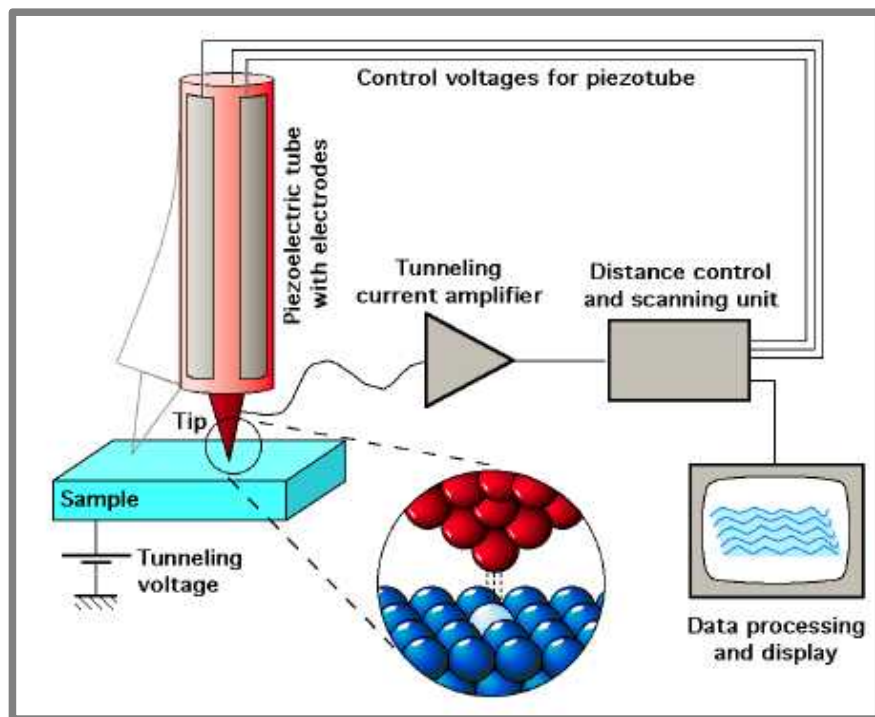
Туннелирование электронов между проводниками и туннельный микроскоп



Туннелирование электронов между проводниками и туннельный микроскоп

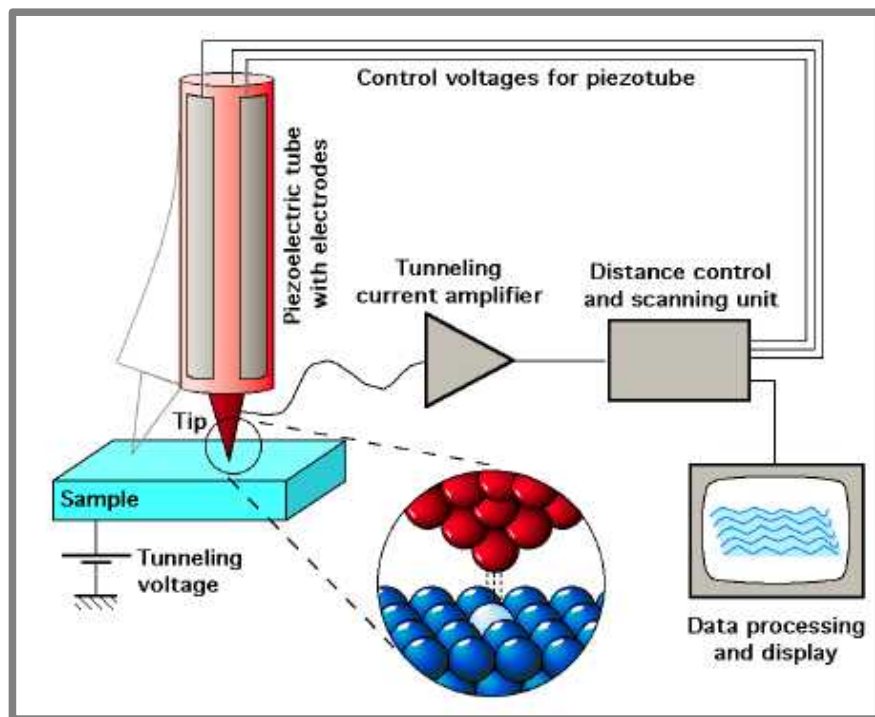


Туннельный микроскоп

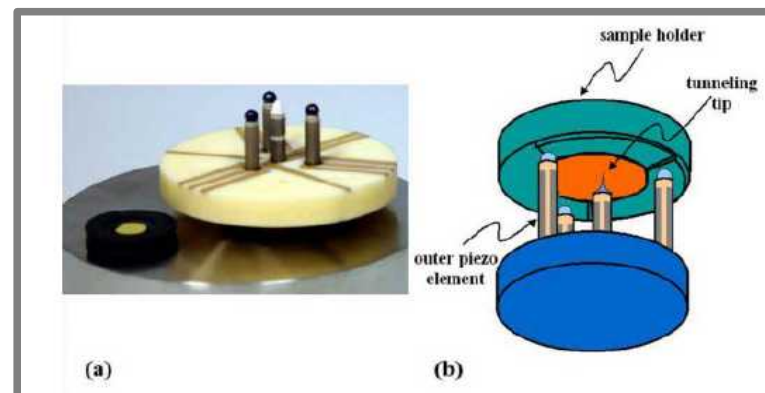


Википедия, Сканирующий туннельный микроскоп,
[http://en.wikipedia.org/wiki/](http://en.wikipedia.org/wiki/Scanning_tunneling_microscope)
Scanning_tunneling_microscope

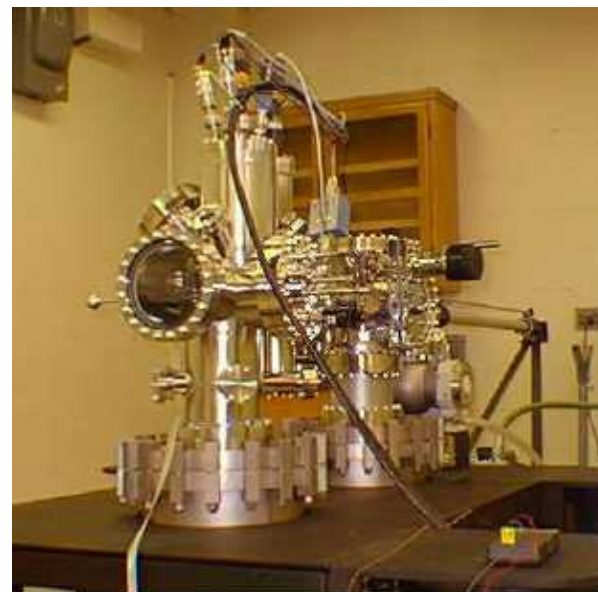
Туннельный микроскоп



Википедия, Сканирующий туннельный микроскоп,
http://en.wikipedia.org/wiki/Scanning_tunneling_microscope

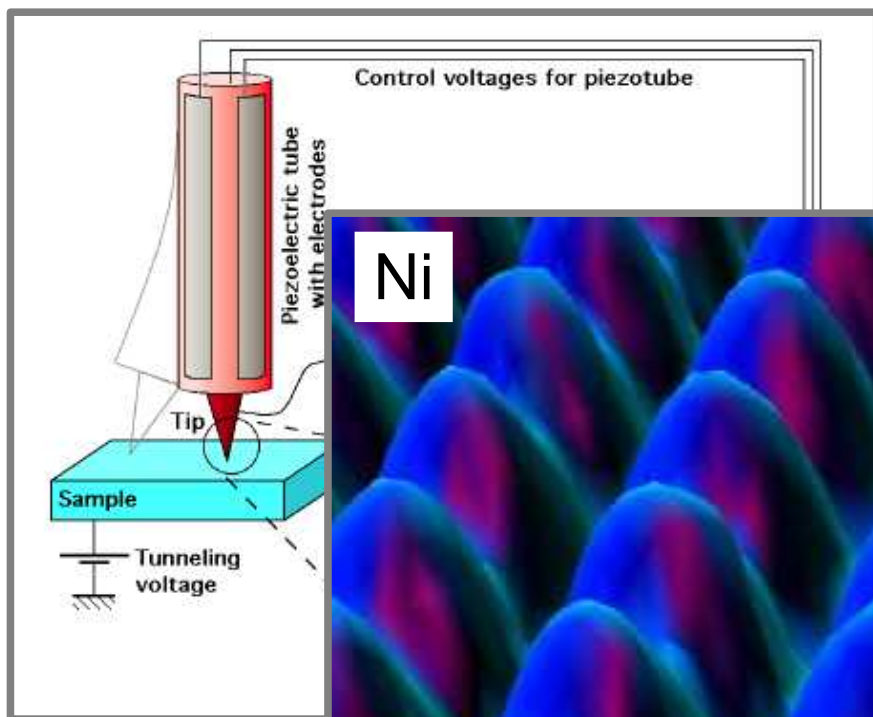


FZ Juelich, STM Group, Scanning Probe Microscopy, http://www.fz-juelich.de/ibn/Scanning_probe_microscopy

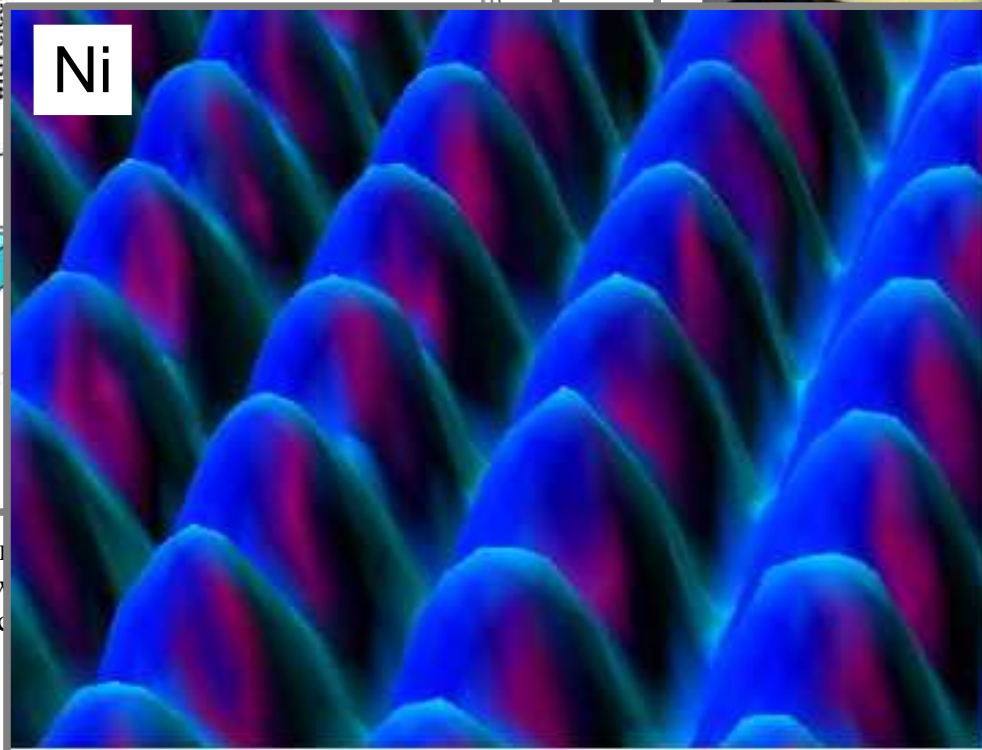


Wake Forest University, STM Group,
<http://www.wfu.edu/nanotech/Microscopy%20Facility/STMInstructions.html>

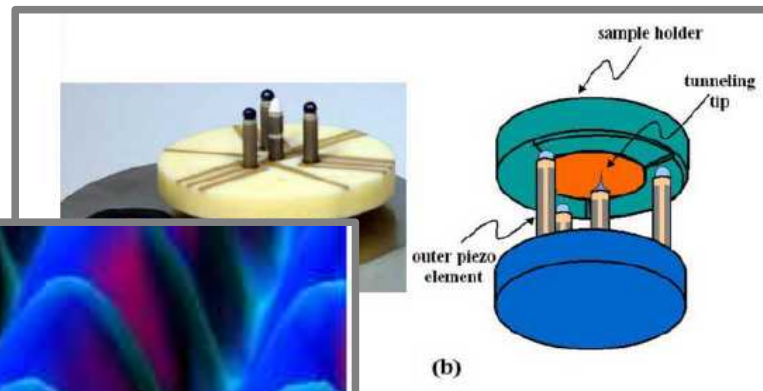
Туннельный микроскоп



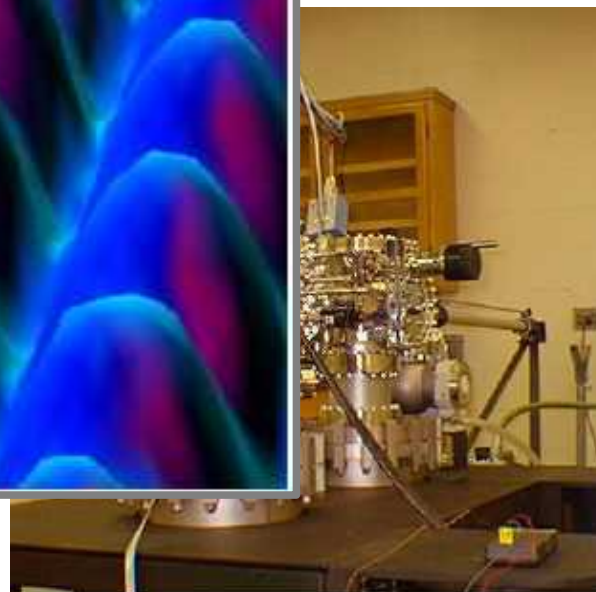
Википедия, Сканирующ
<http://en.wikipedia.org/v>
Scanning_tunneling_mic



IBM Corp., STM Images Gallery,
<http://www.almaden.ibm.com/vis/stm/gallery.html>



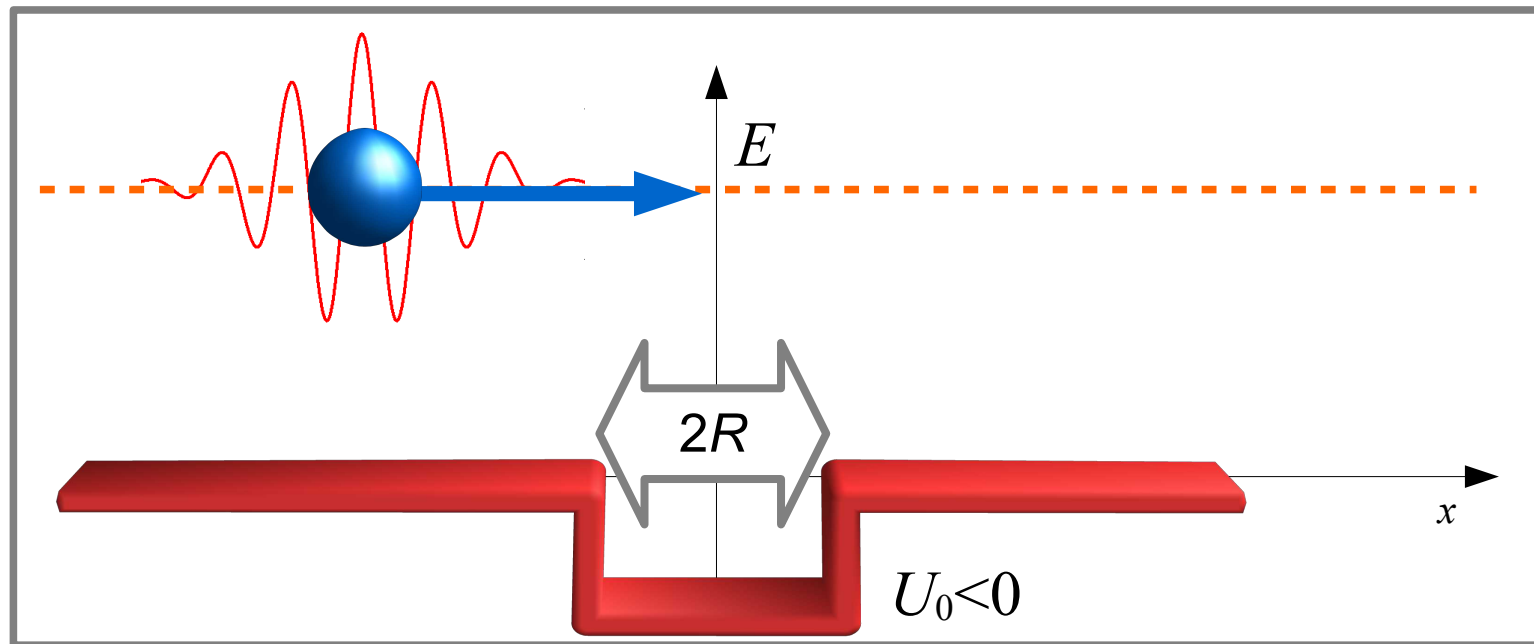
scanning Probe Microscopy, http://www.fz-robe_microscopy



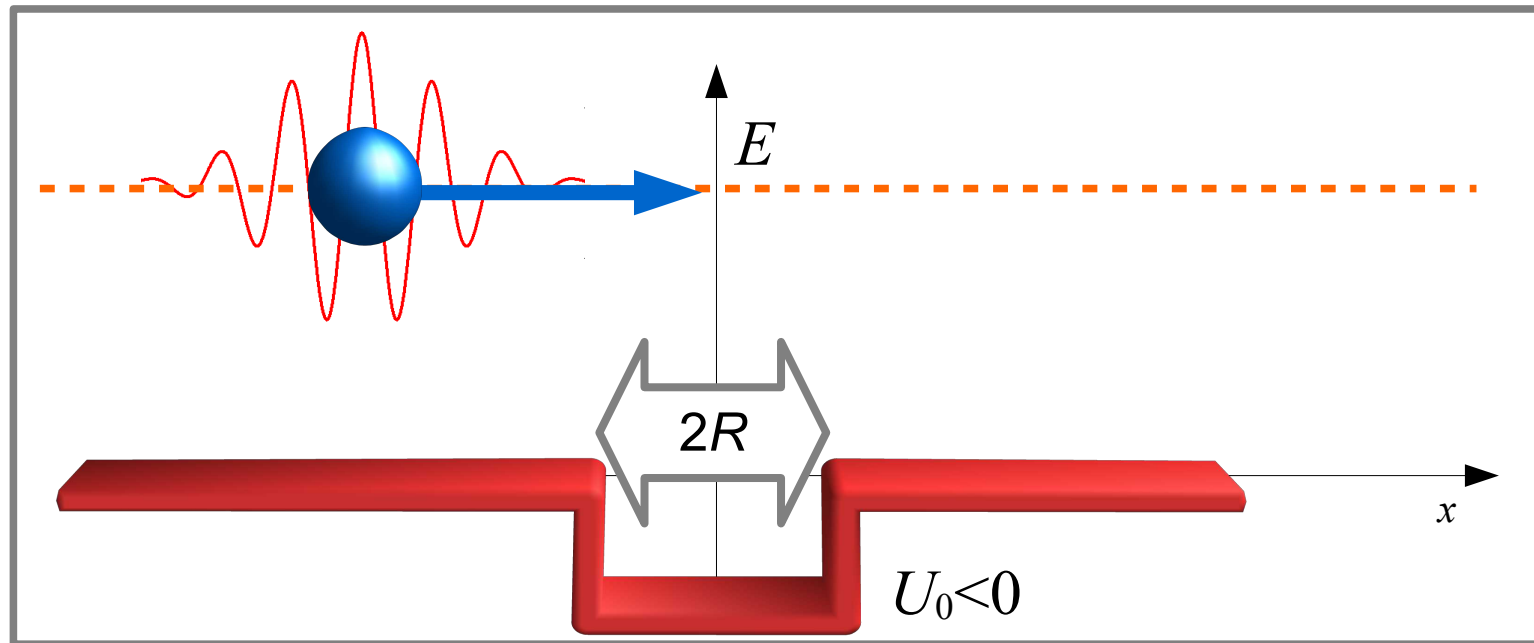
Wake Forest University, STM Group,
<http://www.wfu.edu/nanotech/Microscopy%20Facility/STMInstructions.html>

Часть 3. Потенциальные ямы

Задача 1. Прохождение над ямой (эффект Рамзауэра)

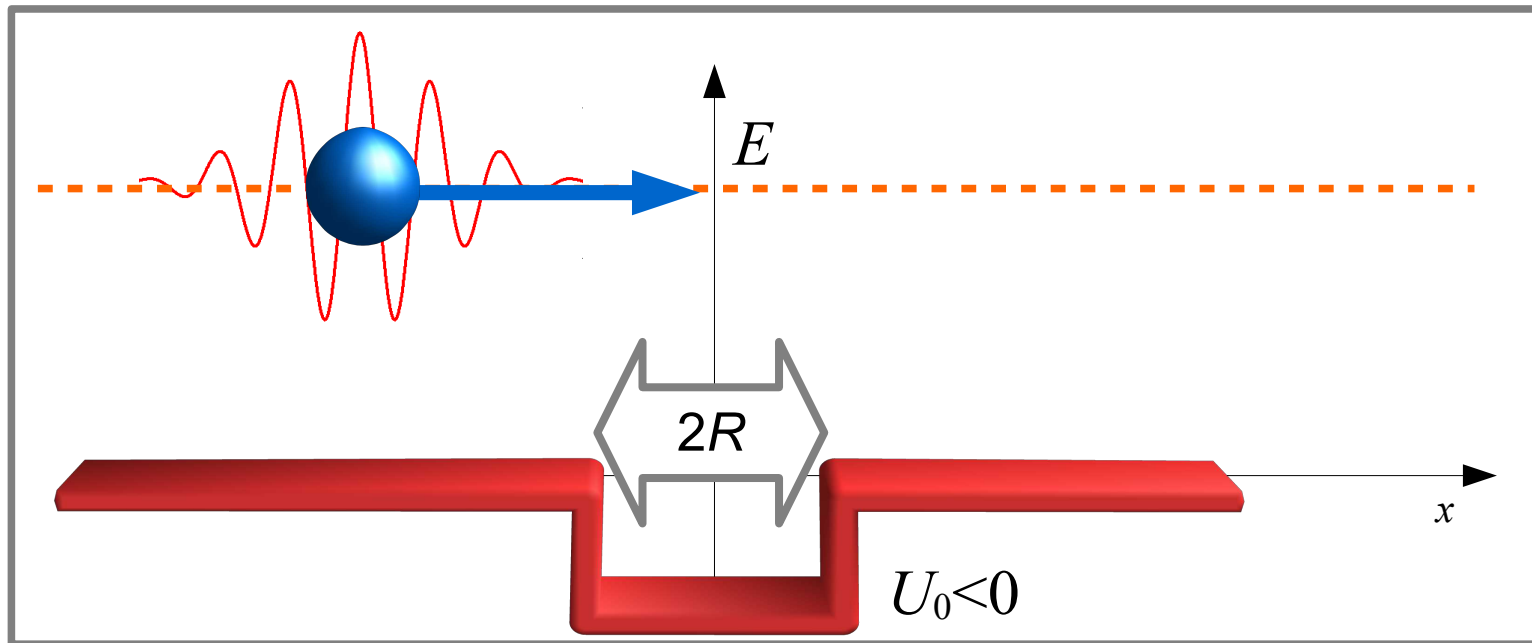


Задача 1. Прохождение над ямой (эффект Рамзауэра)



$$T = \frac{1}{1 + \frac{U_0^2}{4E(E - U_0)} \sin^2(k' \times 2R)}$$

Задача 1. Прохождение над ямой (эффект Рамзауэра)



$$T = \frac{1}{1 + \frac{U_0^2}{4E(E - U_0)} \sin^2(k' \times 2R)}$$

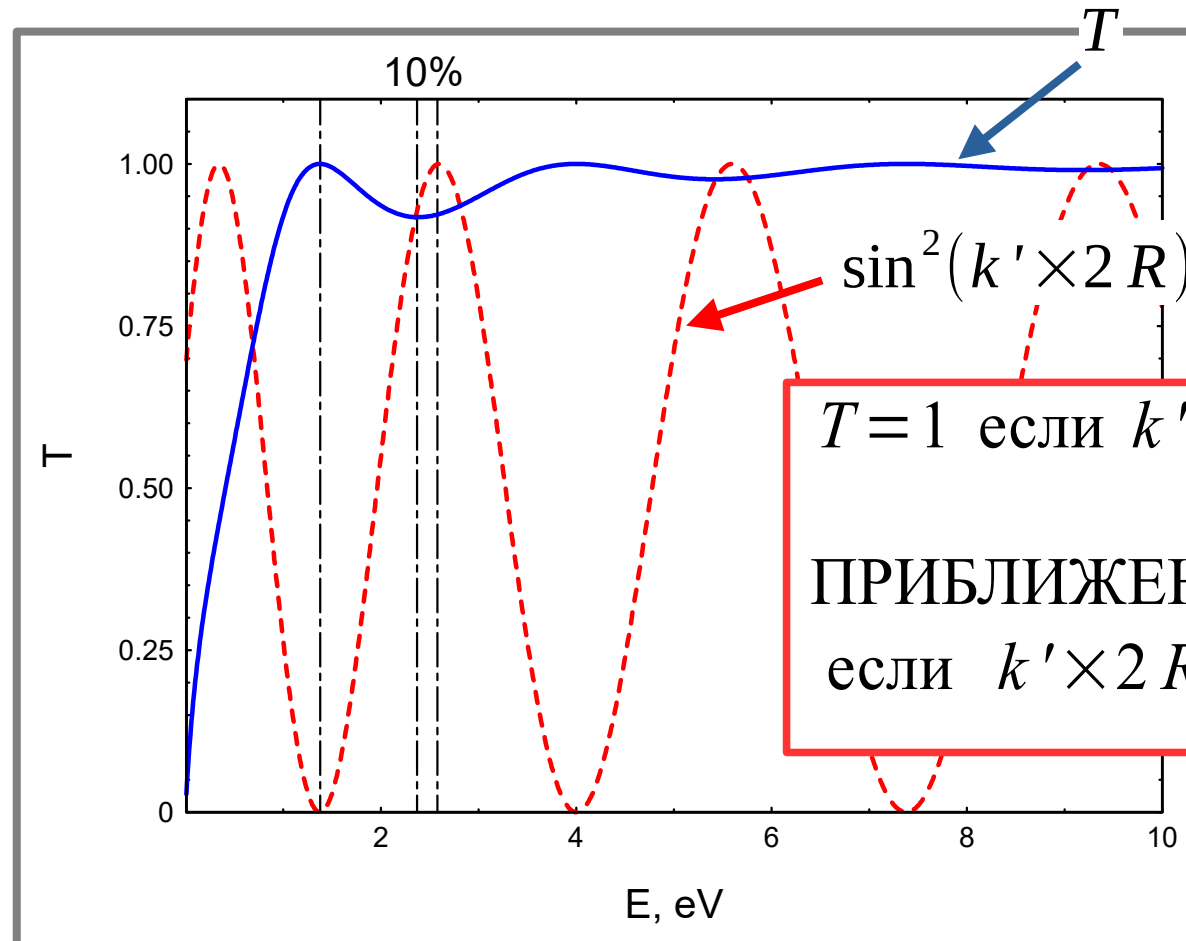
$$T = 1 \text{ если } k' \times 2R = \pi n$$
$$\min T \text{ если } k' \times 2R = \frac{\pi}{2} + \pi n$$

Небольшое математическое уточнение...

$$T(E) = \frac{1}{1 + \frac{U_0^2}{4E(E + |U_0|)} \sin^2 \left(\frac{\sqrt{2m(E + |U_0|)}}{\hbar} \times 2R \right)}$$

$$2R = 5 \text{ \AA}$$

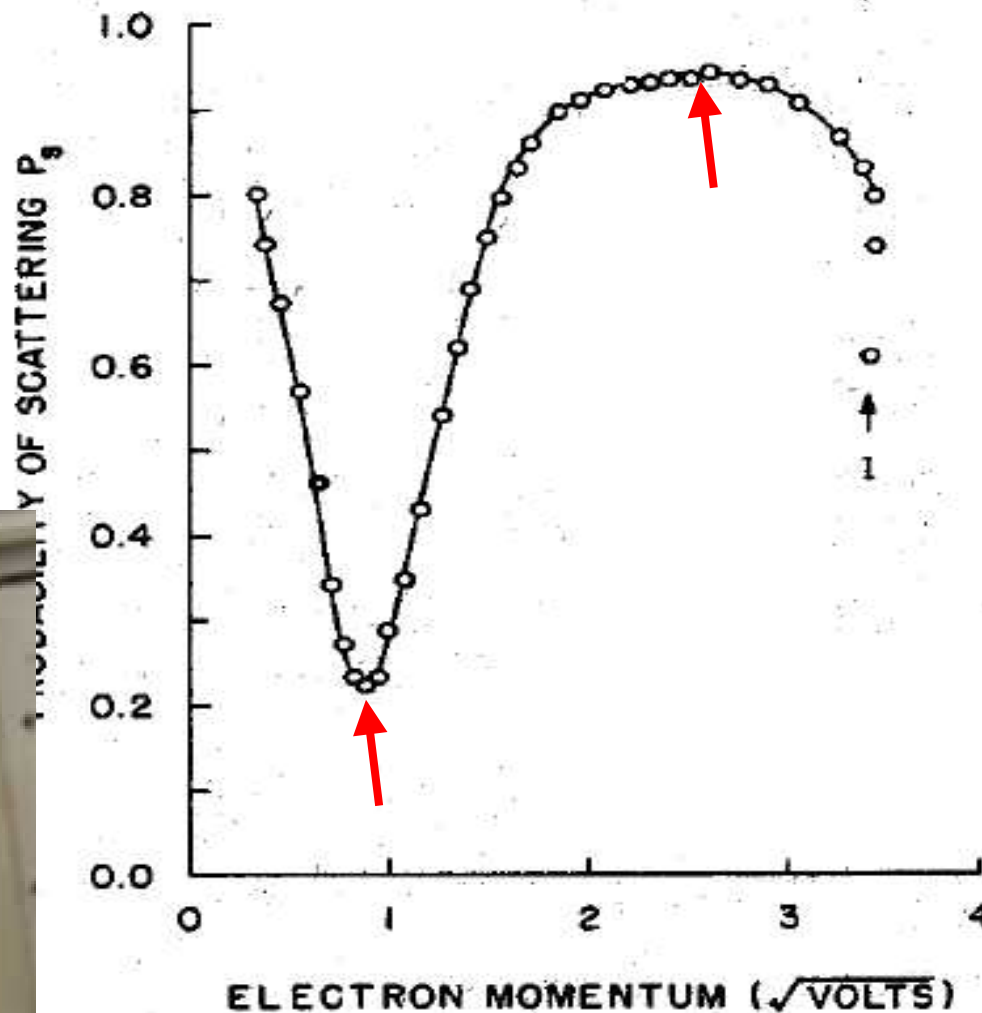
$$|U_0| = 2 \text{ эВ}$$



$T = 1$ если $k' \times 2R = \pi n$

ПРИБЛИЖЕННО $\min T$
если $k' \times 2R = \frac{\pi}{2} + \pi n$

Задача



S.Kukolich, Am.J.Phys **36**, 701 (1968)

практикум МФТИ

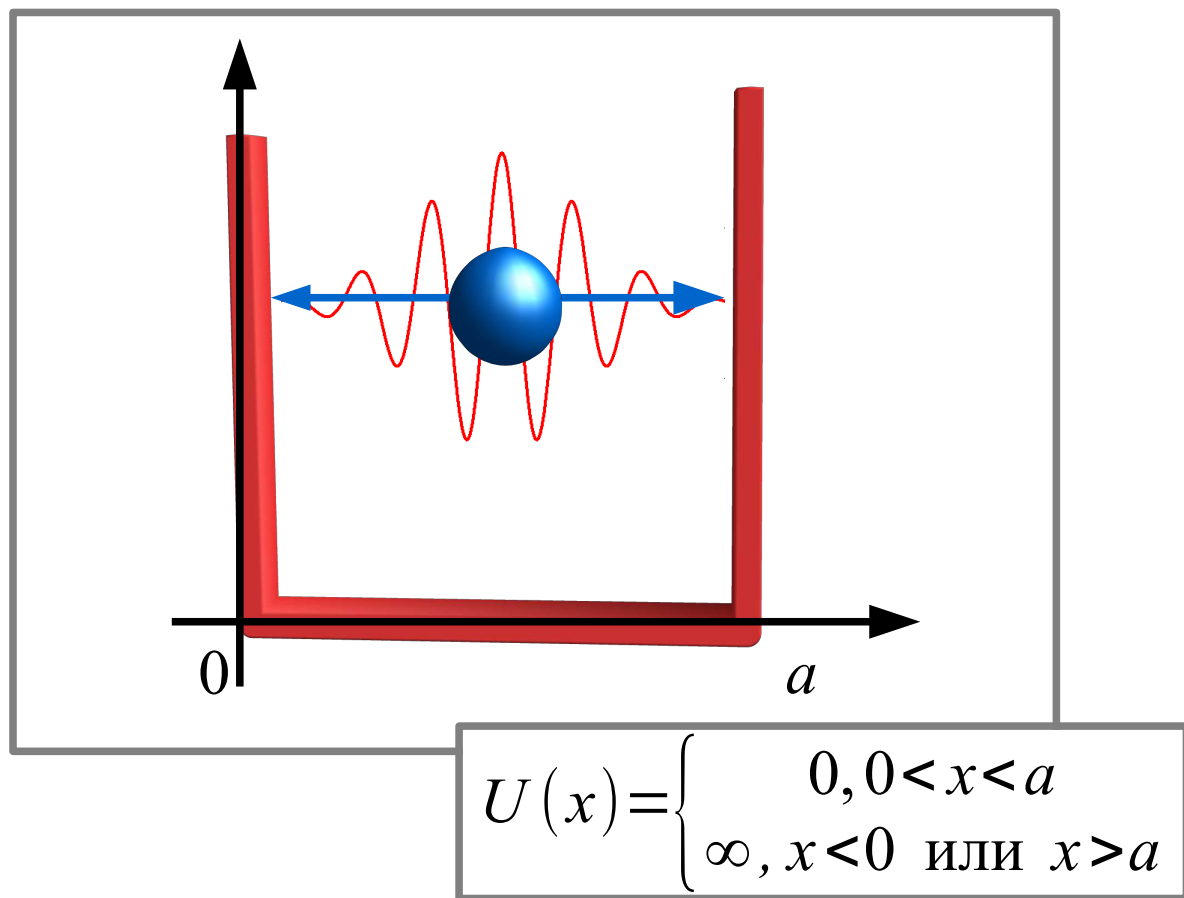
eU

$$\sin^2(k' \times 2R)$$

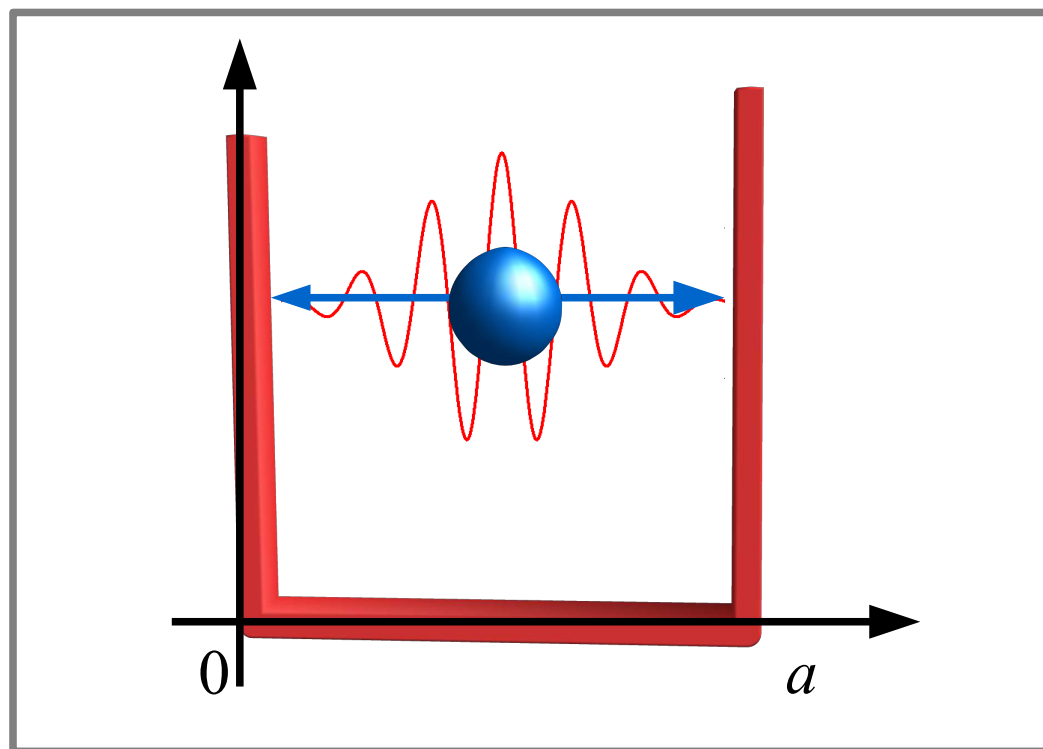
$$T = 1 \text{ если } k' \times 2R = \pi n$$

$$\min T \text{ если } k' \times 2R = \frac{\pi}{2} + \pi n$$

Задача 2: Одномерная яма с бесконечными стенками

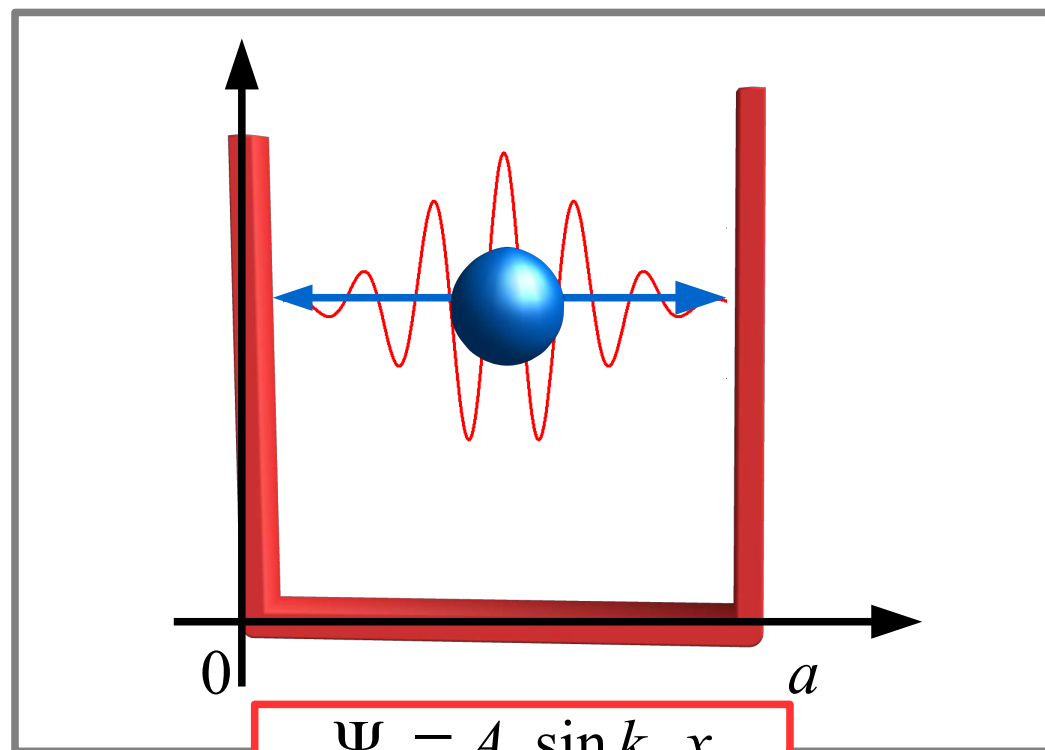


Задача 2: Одномерная яма с бесконечными стенками



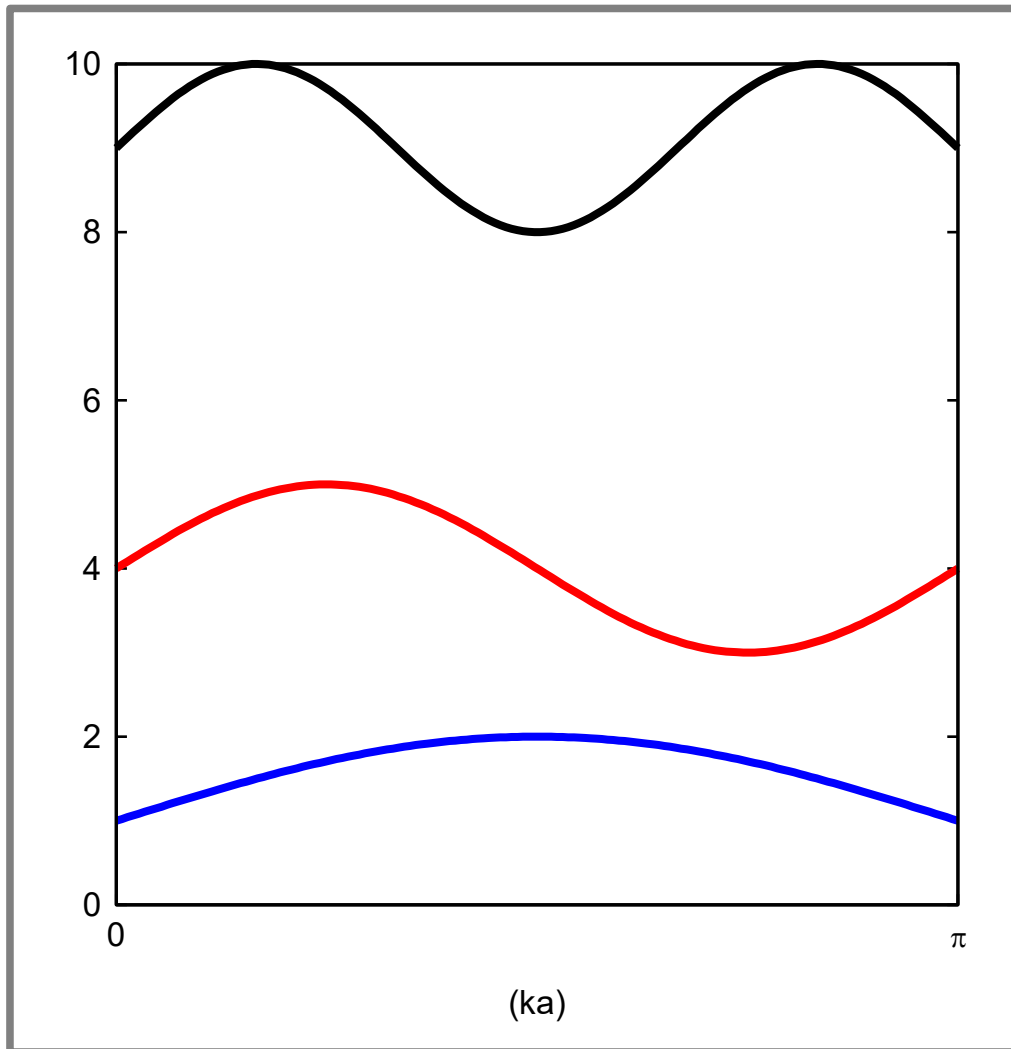
$$\begin{aligned}\Psi &= A e^{ikx} + B e^{-ikx} = \\ &= A' \sin(kx) + B' \cos(kx)\end{aligned}$$

Задача 2: Одномерная яма с бесконечными стенками



$$\begin{aligned}\Psi_n &= A_n \sin k_n x \\ a k_n &= \pi n \\ E_n &= \frac{\hbar^2 k_n^2}{2m} = \frac{\hbar^2 \pi^2 n^2}{2m a^2}\end{aligned}$$

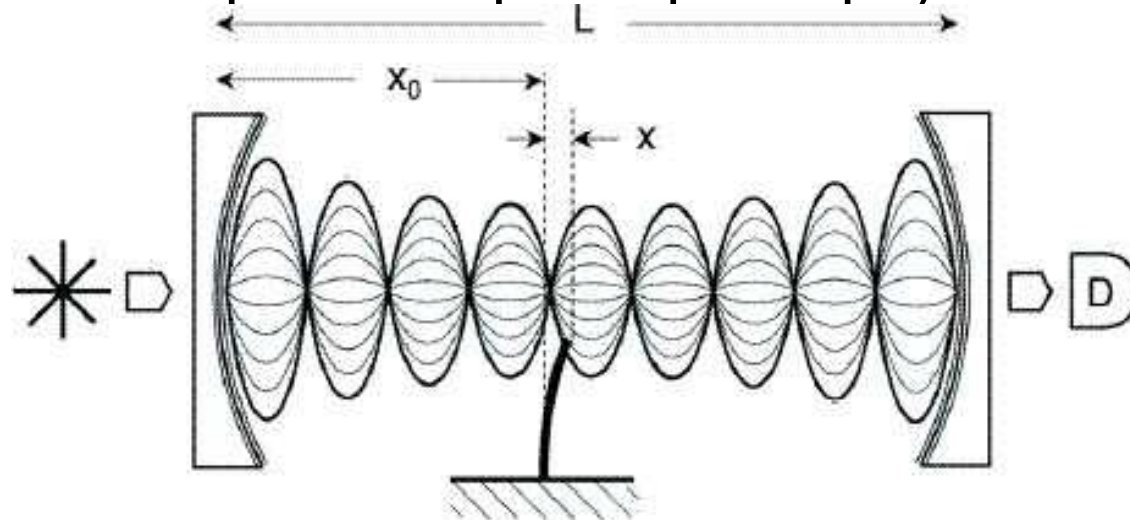
Общие свойства волновой функции в потенциальной яме



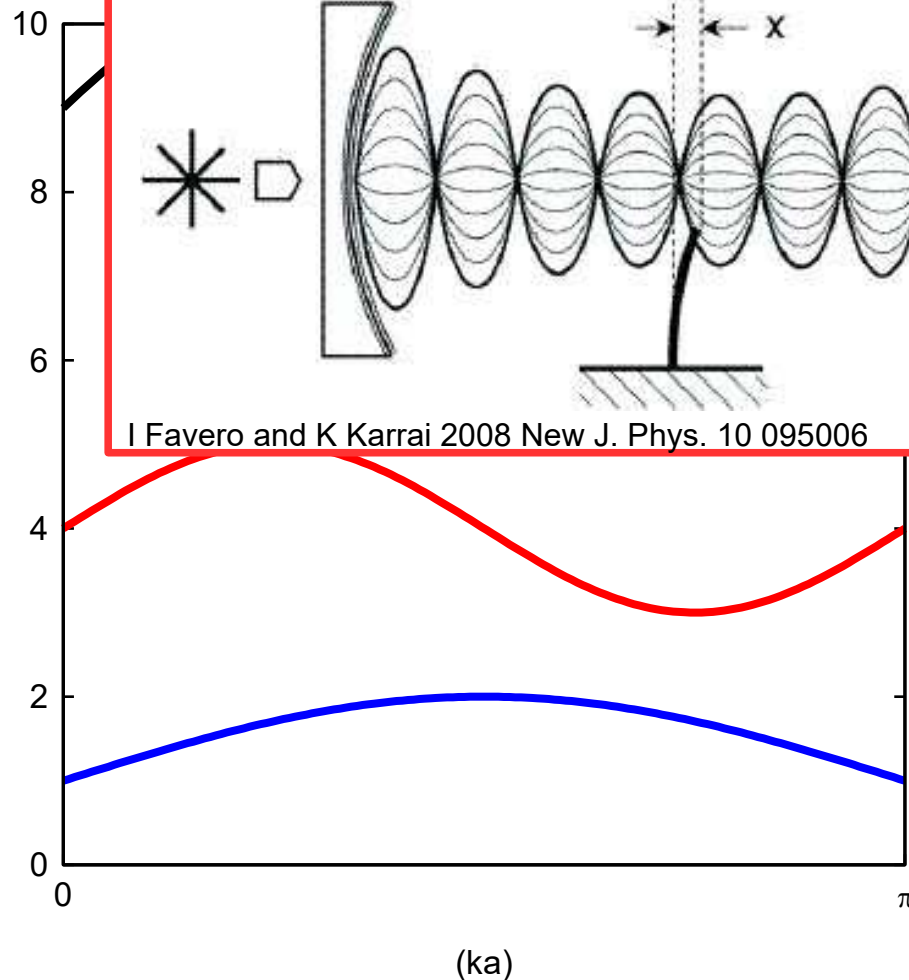
- В связанном состоянии имеются дискретные уровни энергии, маркируемые набором квантовых чисел
- в 1D число нулей волновой функции растет с ростом энергии

Оптическая аналогия:

стоячие волны в резонаторах (для 1D — резонатор Фабри-Перо)



I Favero and K Karrai 2008 New J. Phys. 10 095006



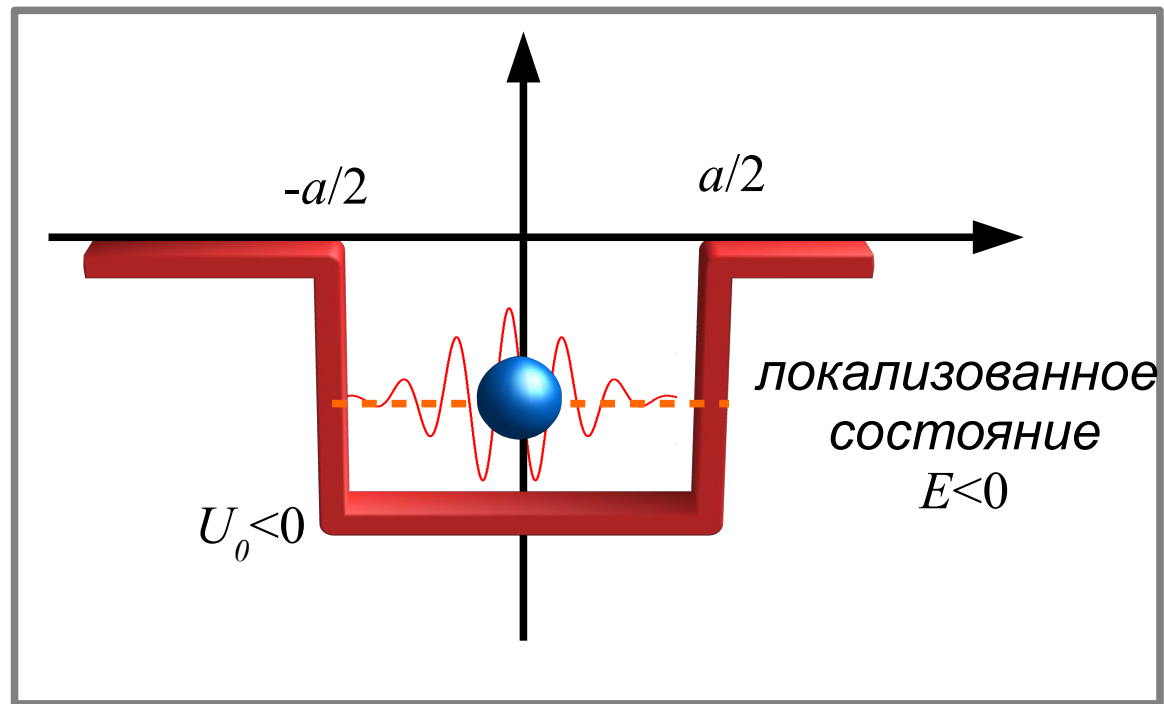
функции в

2

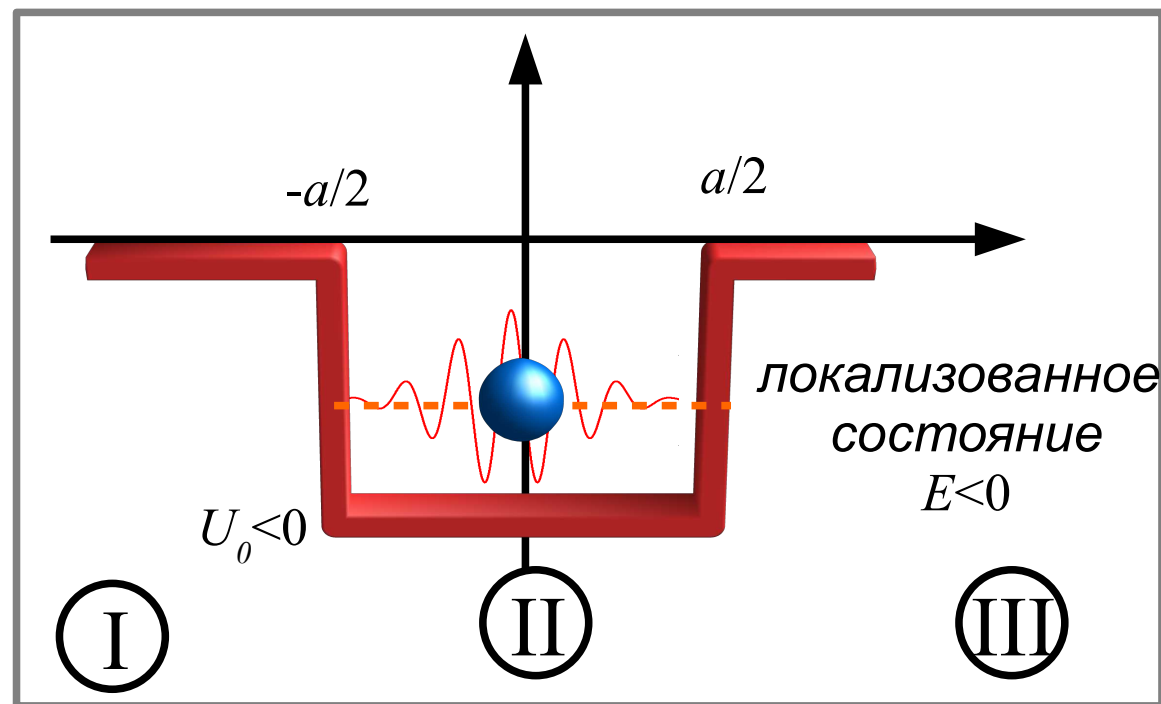
анном состоянии
ся дискретные
и энергии,
руемые набором
вых чисел

В 1D число нулей
волновой функции
растет с ростом
энергии

Задача 3: Симметричная одномерная яма конечной глубины

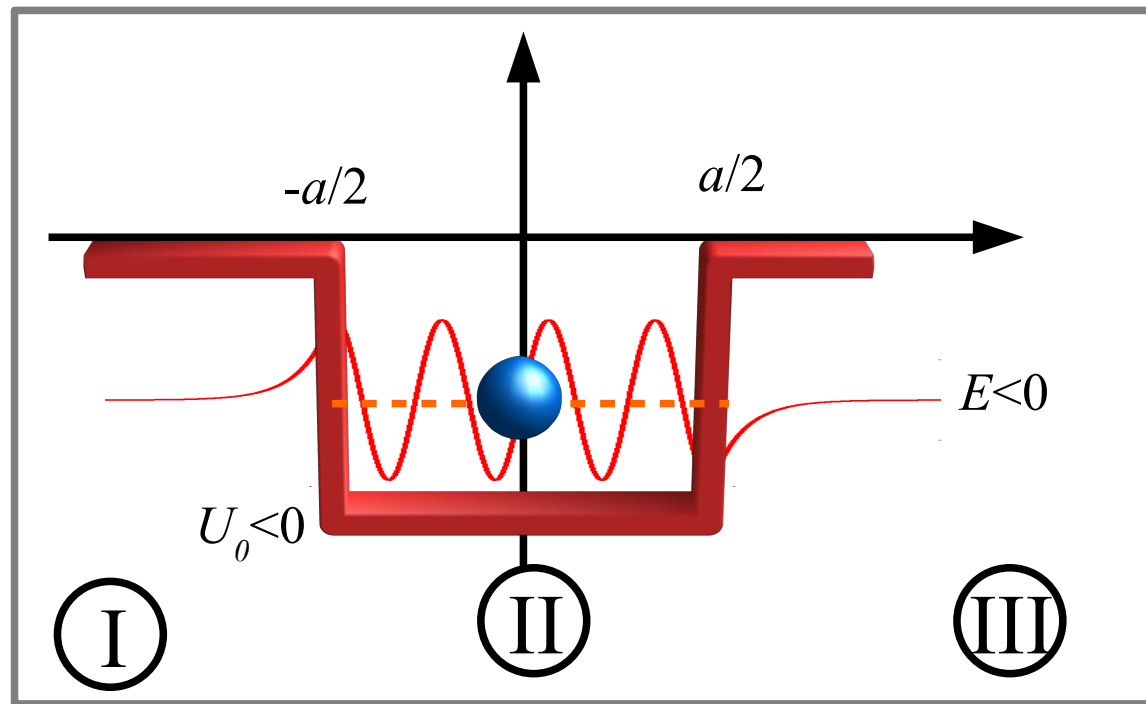


Задача 3: Симметричная одномерная яма конечной глубины



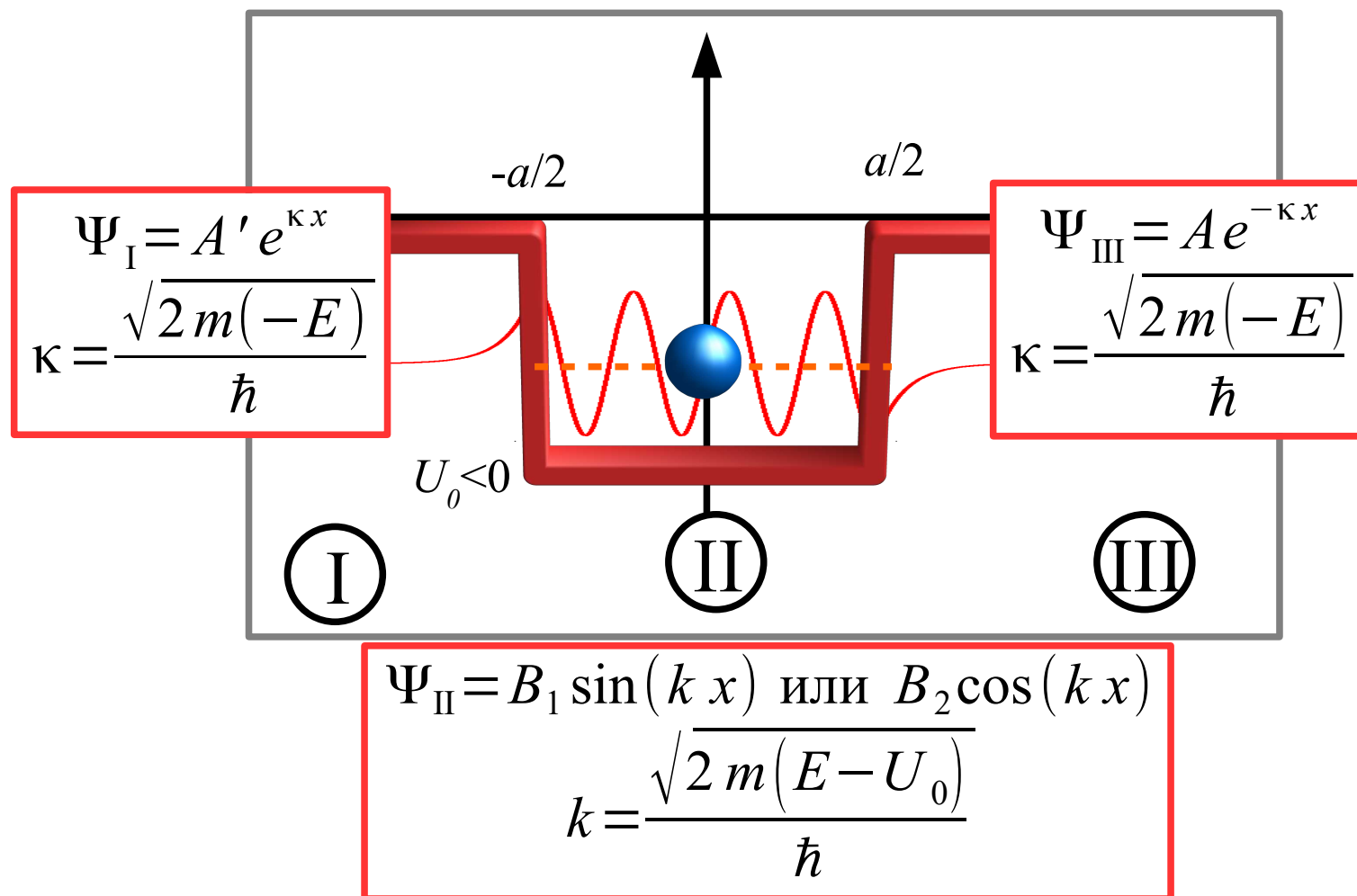
$$\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \Psi + (E - U(x)) \Psi = 0$$

Задача 3: Симметричная одномерная яма конечной глубины



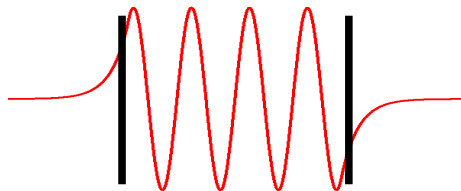
$$\Psi_{\text{II}} = B_1 \sin(kx) \text{ или } B_2 \cos(kx)$$
$$k = \frac{\sqrt{2m(E - U_0)}}{\hbar}$$

Задача 3: Симметричная одномерная яма конечной глубины



«Сшивка» решений

решения типа SIN



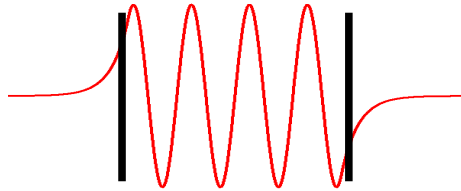
$$\begin{cases} \sin(k a/2) = A e^{-\kappa a/2} \\ k \cos(k a/2) = -\kappa A e^{-\kappa a/2} \end{cases}$$

$$\operatorname{tg} \frac{k a}{2} = -\frac{k}{\kappa}$$

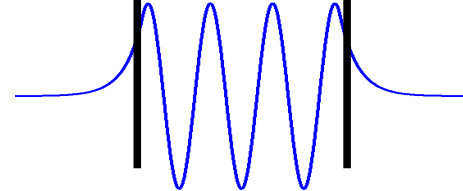
$$k^2 + \kappa^2 = \frac{2m|U_0|}{\hbar^2} \rightarrow \kappa = \sqrt{\frac{2m|U_0|}{\hbar^2} - k^2}$$

«Сшивка» решений

решения типа SIN



решения типа COS



$$\begin{cases} \sin(k a/2) = A e^{-\kappa a/2} \\ k \cos(k a/2) = -\kappa A e^{-\kappa a/2} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \cos(k a/2) = A e^{-\kappa a/2} \\ -k \sin(k a/2) = -\kappa A e^{-\kappa a/2} \end{cases}$$

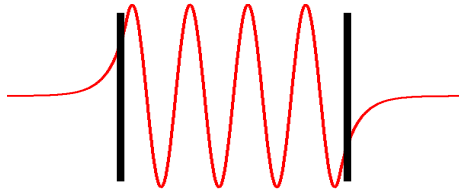
$$\operatorname{tg} \frac{k a}{2} = -\frac{k}{\kappa}$$

$$\operatorname{tg} \frac{k a}{2} = \frac{\kappa}{k}$$

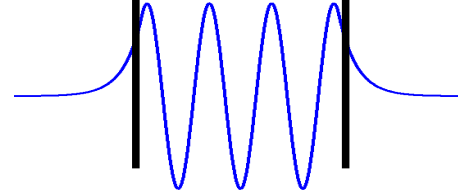
$$k^2 + \kappa^2 = \frac{2m|U_0|}{\hbar^2} \rightarrow \kappa = \sqrt{\frac{2m|U_0|}{\hbar^2} - k^2}$$

«Сшивка» решений

решения типа SIN



решения типа COS



$$\operatorname{tg} \frac{k a}{2} = -\frac{k}{\kappa}$$

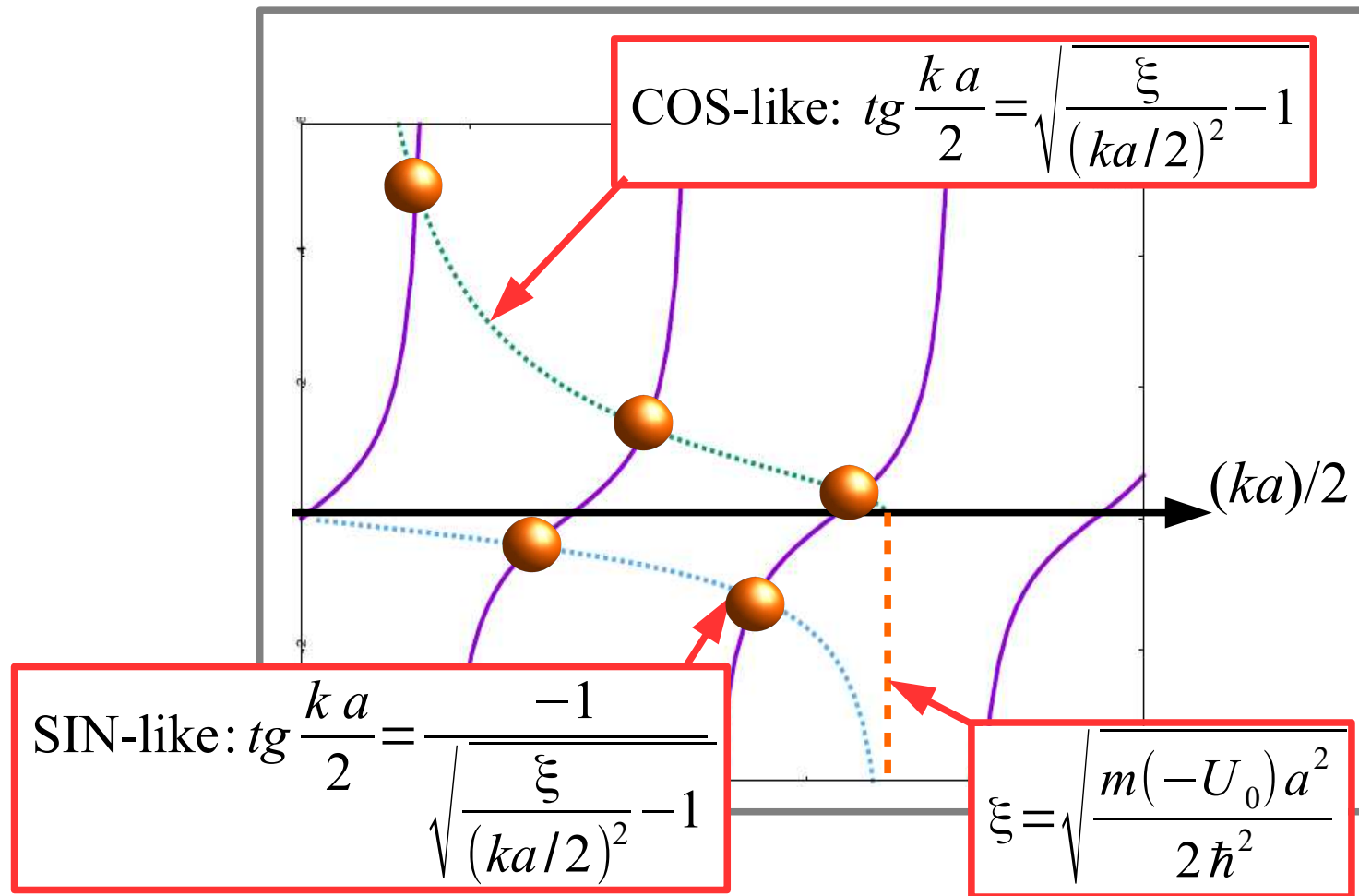
$$\operatorname{tg} \frac{k a}{2} = \frac{\kappa}{k}$$

$$\operatorname{tg} \frac{k a}{2} = \frac{-k}{\sqrt{\frac{2m|U_0|}{\hbar^2} - k^2}} = \frac{-1}{\sqrt{\frac{\xi}{(ka/2)^2} - 1}}$$

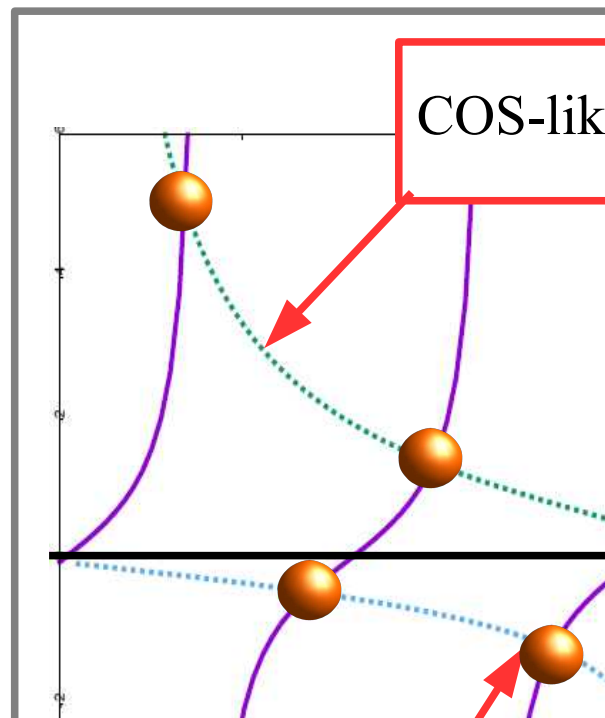
$$\operatorname{tg} \frac{k a}{2} = \frac{\sqrt{\frac{2m|U_0|}{\hbar^2} - k^2}}{k} = \sqrt{\frac{\xi}{(ka/2)^2} - 1}$$

$$\xi = \frac{m|U_0|a^2}{2\hbar^2}$$

Уровни энергии для симметричной ямы



Уровни энергии для с



SIN-like:
$$\operatorname{tg} \frac{k a}{2} = \frac{-1}{\sqrt{\frac{\xi}{(k a / 2)^2} - 1}}$$

COS-like

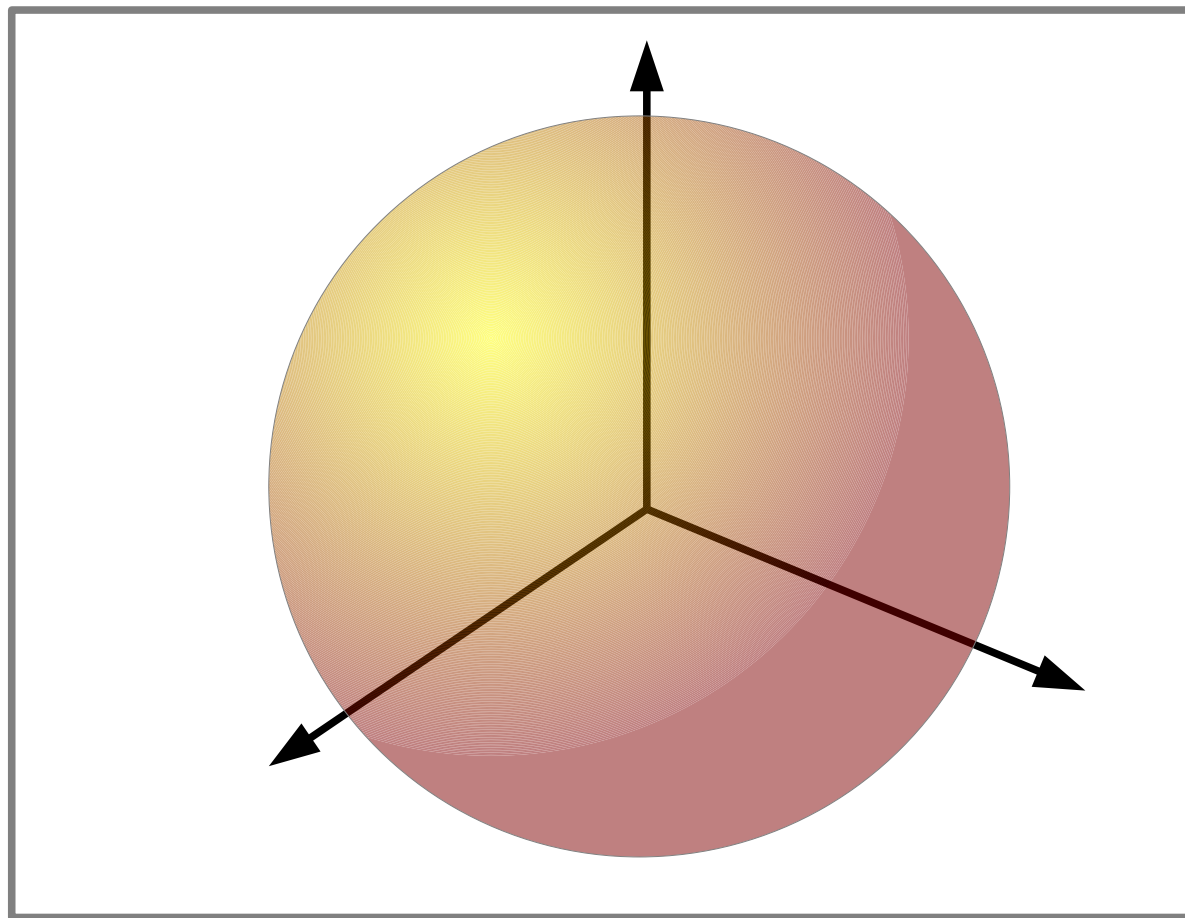
- В прямоугольной яме конечной глубины — конечное число связанных состояний
- В одномерном случае связанное состояние есть всегда
- В достаточно мелкой яме — единственное связанное состояние при

$$\sqrt{\frac{m(-U_0) a^2}{2 \hbar^2}} < \frac{\pi}{2}$$

$$\xi = \sqrt{\frac{m(-U_0) a^2}{2 \hbar^2}}$$

Бонус: Сферическая прямоугольная потенциальная яма

$$U(r) = \begin{cases} U_0, r < R (U_0 < 0) \\ 0, r > R \end{cases}$$

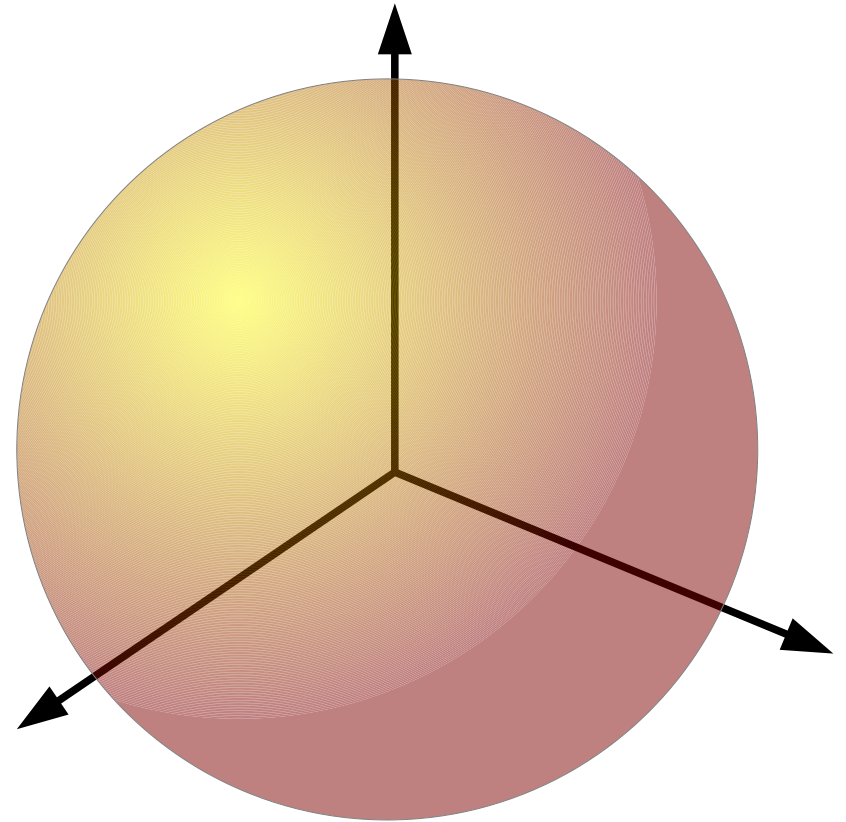


Бонус: Сферическая прямоугольная ПОТЕНЦИАЛЬНАЯ ЯМА

$$U(r) = \begin{cases} U_0, r < R (U_0 < 0) \\ 0, r > R \end{cases}$$

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

$$\Delta \Psi (\text{только } r!) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial \Psi}{\partial r} \right)$$



Бонус: Сферическая прямоугольная ПОТЕНЦИАЛЬНАЯ ЯМА

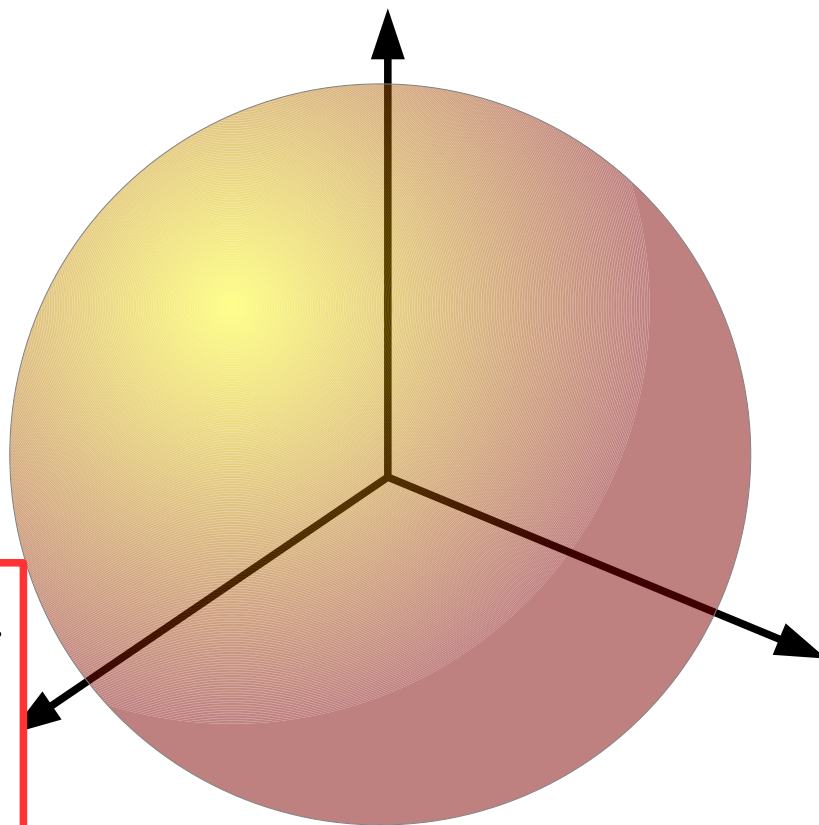
$$U(r) = \begin{cases} U_0, r < R (U_0 < 0) \\ 0, r > R \end{cases}$$

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

$$\Delta \Psi (\text{ТОЛЬКО } r!) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial \Psi}{\partial r} \right)$$

$$\Psi = f/r: \quad -\frac{\hbar^2}{2m} f'' + U_f(r) f = E f$$

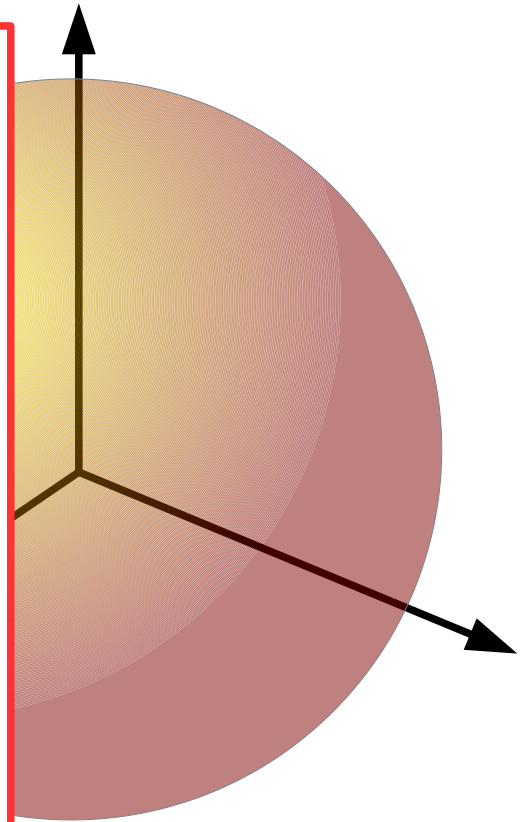
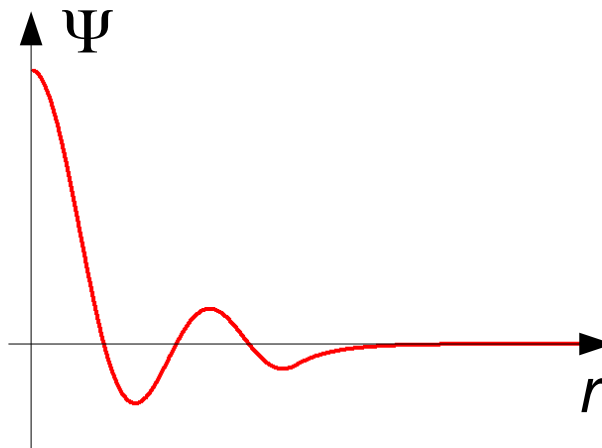
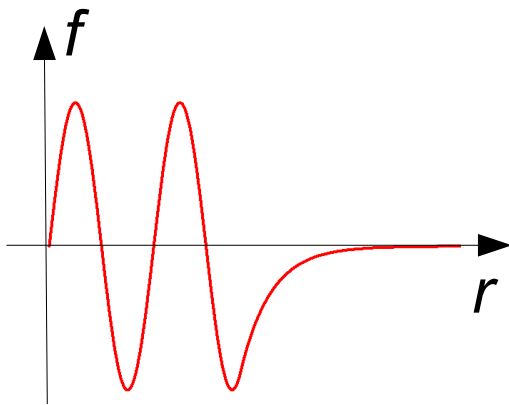
$$U_f(r) = \begin{cases} \infty, r < 0 \\ U_0, 0 < r < R \\ 0, r > R \end{cases}$$



Бонус: Сферическая прямоугольная потенциальная яма

- Сферически симметричные решения в такой яме — все «типа SIN».
- Решения возникают только если

$$\sqrt{\frac{m(-U_0)a^2}{2\hbar^2}} > \frac{\pi}{2}$$



Главное на лекции

