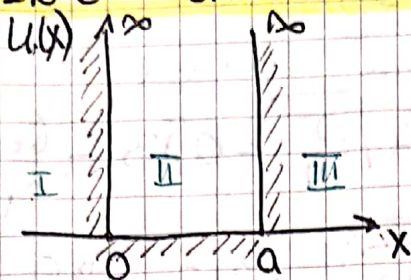
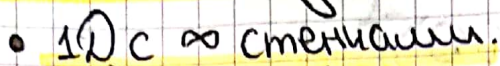


Потенциал-энт. квазиравновесное приближение



$$-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi + U \psi = E \psi.$$

$$\psi_I = \psi_{III} = 0.$$

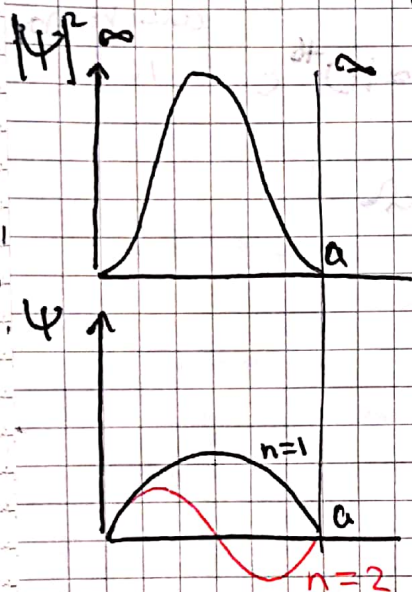
$$\text{II. } -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} = E\psi$$

$$\psi(x) = A \cosh kx + B \sinh kx, \quad k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$$

$$\psi(0) = 0 \Rightarrow A = 0.$$

$$\psi(a) = 0 \Rightarrow ka = n\pi.$$

$$\frac{2mE}{\hbar^2} a^2 = \pi^2 n^2 \Rightarrow E_n = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2} n^2 \rightarrow \text{энергия квантов}$$



$n \rightarrow \infty \Rightarrow \rho_{\text{найти 4. в т.е.}} \approx \text{const} \rightarrow$   
→ классика (квази)

Нормирована:  $\int_a^b B^2 \sin^2 kx dx = 1$

$$a \frac{B^2}{2} = 1 \Rightarrow B = \sqrt{\frac{2}{a}}$$

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin kx$$

Числовые част. в эле:

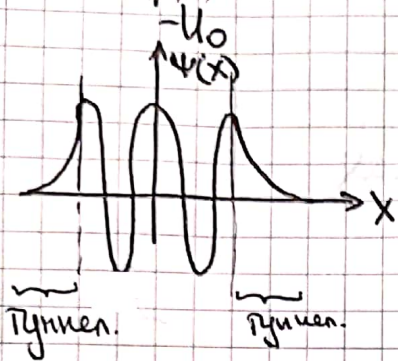
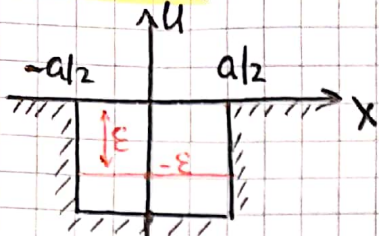
$$\frac{dV}{dt} = 0$$

$$\Delta p \approx k$$

$k$  характеров  $\mathbb{Z}_n$ .  $p = k \cdot h$ ?



• 1D с  $U_0$



$\psi(x)$  не обяз. быть симм (чет.)

(при симм.  $y |\psi|^2 \leftarrow$  чет.)

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi}{dx^2} + U \psi = E \psi, \quad \begin{cases} k = \frac{\sqrt{2m(U_0 - E)}}{\hbar} \\ \kappa = \sqrt{2mE}/\hbar \end{cases}$$

sin

cos

$$A \sin \frac{ka}{2} = B e^{-\kappa a/2}$$

$$A \cos \frac{ka}{2} = B e^{-\kappa a/2}$$

$$k a \cos \frac{ka}{2} = -\kappa B e^{-\kappa a/2}$$

$$-k a \sin \frac{ka}{2} = -\kappa B e^{-\kappa a/2}$$

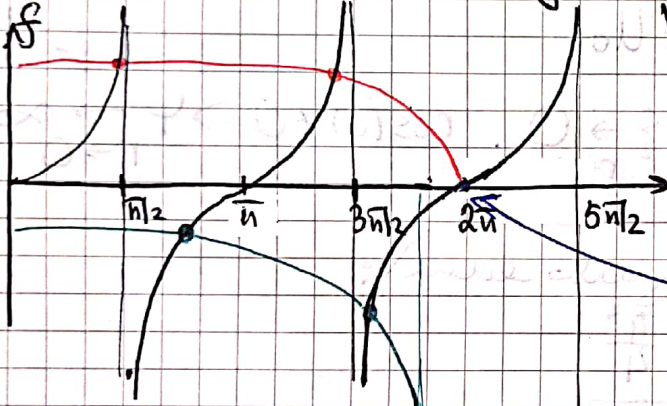
$$\operatorname{tg} \frac{ka}{2} = -\frac{k}{\kappa}$$

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

$$\operatorname{tg} \frac{ka}{2} = -\frac{1}{\sqrt{\frac{2mU_0}{2\hbar^2} \cdot \frac{1}{(\frac{ka}{2})^2} - 1}}$$

$$\operatorname{tg} \frac{ka}{2} = \sqrt{\frac{mU_0 a^2}{2\hbar^2} \cdot \frac{1}{(\frac{ka}{2})^2} - 1}$$

$$k^2 + \kappa^2 = \frac{2mU_0}{\hbar^2}$$



$$\left(\frac{ka}{2}\right)^2 = \frac{mU_0 a^2}{2\hbar^2}$$

• конеч. число уровней энергии


• м.б.  $\leq 2$  релл:  $\left(\frac{ka}{2}\right)^2 = \frac{mU_0 a^2}{2\hbar^2} = \left(\frac{\pi}{2}\right)^2$



• 3D с  $U_0$ .  $-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \Psi + U \Psi = E \Psi$   $\nabla^2$  сфер. симм.

$\Psi(r, \theta, \varphi) \stackrel{!}{=} \Psi(r)$   $\Delta_r = \frac{d^2}{dr^2} + \frac{2}{r} \frac{d}{dr}$

Реш. яз. с ур. монотонно убывает от центра ядра

$\Delta_r = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 \frac{\partial}{\partial r})$   - идеализ

$\Psi = \frac{\xi}{r}$   $\hookrightarrow$  где  $\xi$  УШ как для одномер. случая (асимпт. сфер. волны наг как  $1/r$ )

$\frac{d}{dr} \left( \frac{\xi}{r} \right) = \frac{1}{r} \frac{d\xi}{dr} = -\frac{1}{r^2} \xi$

$\frac{d^2}{dr^2} \left( \frac{\xi}{r} \right) = -\frac{1}{r^2} \frac{d\xi}{dr} + \frac{1}{r} \frac{d^2\xi}{dr^2} = -\frac{1}{r^2} \frac{d\xi}{dr} + \frac{2}{r^3} \xi$

$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\xi}{dr^2} + U\xi = E\xi \hookrightarrow$  см. 1D с  $U_0$ .

реш. типа  $\cos$  не годится ( $\xi \neq 0$ ,  $\cos(0) \neq 0 \Rightarrow \Psi \xrightarrow{r \rightarrow 0} \infty$ )  
 $\Rightarrow$  не всегда есть реш.

Когда нет реш (малая масса ядра):

$\frac{m U_0 a^2}{8 \hbar^2} = \frac{\pi^2}{4}$

$(ka)^2 = \frac{\pi^2}{4}$   
 $\uparrow$   
 $\frac{\sqrt{2m(U_0 - E)} a}{\hbar}$

$U_0 a^2 \geq \frac{\pi^2 \hbar^2}{8m}$

маленькое ядро

- условие сущ. решения УШ. для 3D ядра

Дейтон 3 (р+п в ядре). Его не обнаружить.



• квазикласс. приближение

$n \gg 1$  (на  $\lambda_{\text{де Бройля}}$  много).  $\Phi$  финит.

$$\oint \vec{p} d\vec{r} = nh$$

- орбиты Бора-Земмельворфа (де Бройля)

Омел

много



$$\oint \vec{p} d\vec{r} = 2\pi r \cdot mV = n2\pi\hbar$$

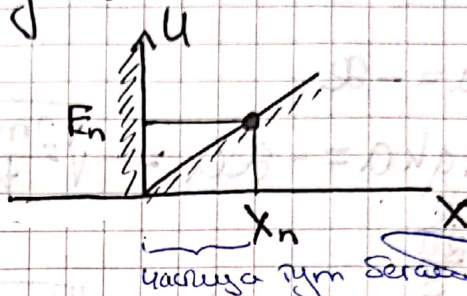
Умшт. вилота:  $A \exp(i \int p(x) dx) + A^* \exp(-i \int \dots)$  → Силухия.

Киричено - остроушное  $g$ -во.

3.6  $\frac{n \gg 1}{m}$   $U(x) = \begin{cases} \infty, & x < 0 \\ kx, & x > 0 \end{cases}$

Не хотим решать УШ.

↳ приближ. реш.



пренебр. тонкими эррор. (подгарьер.  $\Phi$  и  $i \cdot g$ ) при  $n \gg 1$

$$nh = 2 \int_0^{x_n} p(x) dx = 2 \int_0^{x_n} \sqrt{2m(E_n - kx)} dx \equiv$$

прибл. реш. орб.  
(на  $\lambda_{\text{де Бройля}}$  много мен.)

$$\int y^{1/2} dy = \frac{2}{3} y^{3/2}$$

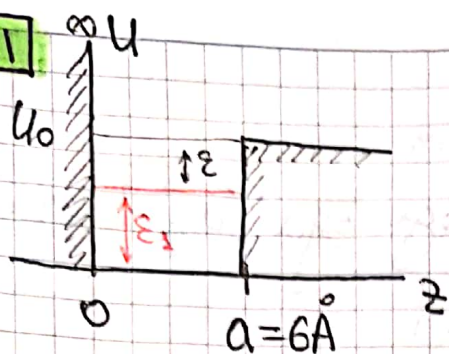
$$\equiv -\frac{2\sqrt{2m}}{k} \int_0^{E_n} \sqrt{y} dy = \frac{2\sqrt{2m}}{k} \cdot \frac{2}{3} \cdot E_n^{3/2}$$

$$E_n = \sqrt[3]{\frac{8}{9} \cdot \frac{\pi^2 \hbar^2 k^2}{m}} n^{2/3} \quad n \gg 1$$

опечатка в ответах  
Овчинкина  
(Версия Кореву)



3.21



$$E = U_0 - \varepsilon_1. \quad U_0 = ? \quad \langle z \rangle = ?$$

$$\psi \operatorname{ctg} \varphi = -1,21 \Rightarrow \varphi = 2\pi/3.$$

$$\alpha = \sqrt{\frac{2m\varepsilon}{\hbar^2}}$$

$$① \quad A \sinh \alpha z = B e^{-\alpha z}$$

$$k A \cos \alpha a = -\alpha B e^{-\alpha a}$$

$$k \operatorname{ctg} \alpha a = -\alpha.$$

$$\alpha a \cdot \operatorname{ctg} \alpha a = -\alpha a = -\frac{\sqrt{2m\varepsilon}}{\hbar} \cdot a = -1,21.$$

$$\alpha a = \frac{2\pi}{3}.$$

$$\operatorname{tg} \alpha a = \sqrt{3} = -\frac{k}{\alpha} = \frac{\sqrt{U_0 - \varepsilon}}{\sqrt{\varepsilon}}.$$

$$3 = \frac{U_0 - \varepsilon}{\varepsilon} \Rightarrow U_0 = 4\varepsilon //$$

$$② \quad \langle A \rangle = \int \psi^* \hat{A} \psi dV.$$

$$\langle z \rangle = \frac{\int_0^a z A^2 \sin^2 k z dz + \int_a^\infty z B^2 e^{-2\alpha z} dz}{\int_0^a A^2 \sin^2 k z dz + \int_a^\infty B^2 e^{-2\alpha z} dz} \quad (\approx)$$

Нормировка  $\rightarrow$

Считаем, что  $\int \sin^2$  (A ~ B  $\Rightarrow \int \sin^2 \dots \ll \int e^{-\dots}$ )

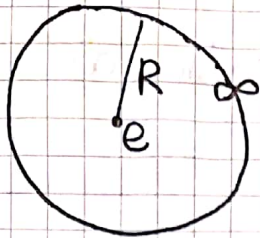
$$③ \quad \frac{\int_a^\infty z B^2 e^{-2\alpha z} dz}{\int_a^\infty B^2 e^{-2\alpha z} dz} \approx \left( \frac{1}{2\alpha} + a \right) = 8,4 \text{ Å} //$$

$$(z e^{-2\alpha z})' = e^{-2\alpha z} + 2\alpha z e^{-2\alpha z}$$

$$\int_0^\infty z e^{-2\alpha z} dz = \frac{1}{2\alpha} \left( \frac{1}{2\alpha} + a \right) e^{-2\alpha a}$$



3.28



$$R = ? \quad \sigma = 0,35 \text{ гин/см.}$$

$$E = E_1$$

1) одномер. яд с стенками.

$$E_1 = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mR^2}$$

$$W = E_1 + 4\pi R^2 \sigma$$

энергия ядра с на  
пов. ядра.

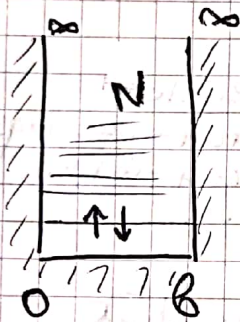
$$\frac{\partial W}{\partial R} = 0 \rightarrow R = \dots$$

2) Давление е на стенках или // - по

$$F = - \frac{\partial E}{\partial R}$$

сила, действ.  
на стенку или от е

3.11



$N \gg 1$ .  $E_{\text{min}}$  - ?  $F$  на стенку

1-й к-т не излучивает 1 энерг. ур. (мин)  
2-й к-т на 1 уровне ферми-газ

$$E_{\text{min}} = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2mR^2} \sum_{n=1}^{N/2} n^2 \cdot 2$$

↑  
2-й к-т на 1 уровне

$$\frac{M(M+1)(M+2)}{3} = \frac{M^3}{3}$$

↑  
 $N \gg 1$

$$E_{\text{min}} = \frac{\pi^2 \hbar^2}{24mR^2}$$

$$F = - \frac{\partial E_{\text{min}}}{\partial R} = - \frac{\pi^2 \hbar^2}{12mR^3}$$