

Явное решение уравнения  
торможения протока в ядре  
в релятивистском случае

(1)

для силы торможения  $\sim \frac{v^2}{1-v^2}$

$$F = -\varepsilon S \frac{v^2}{1-v^2} \quad (\text{соотв. ф-ле (28) диплома В.Е.})$$

$\varepsilon = \frac{M_A}{V_A}$  - плотность энергии в ядре.

$S = \pi r_p^2$  - площадь поперечного сечения протока.

$$\frac{dp}{dt} = F, \quad p = \frac{mv}{\sqrt{1-v^2}}$$

рел. ур. движение

$m$  - масса протока

$$\frac{dp}{dt} = \frac{m \dot{v}}{(1-v^2)\sqrt{1-v^2}} \Rightarrow$$

$$\frac{m \dot{v}}{(1-v^2)\sqrt{1-v^2}} = -\varepsilon S \frac{v^2}{(1-v^2)}$$

$$*\quad \dot{v} = -\left(\frac{\varepsilon S}{m}\right) v^2 \sqrt{1-v^2} = -C v^2 \sqrt{1-v^2}$$

$$C = \frac{\varepsilon S}{m}$$

Сравним <sup>это</sup> ур. движ. с дипломом В.Е. 2

В дипломе В.Е. есть ф-ла (30):

$$\dot{v} \equiv \frac{dv}{dt} = (-1) \left( \frac{\varepsilon S}{m} \right) \cdot v^2 \gamma (1 + \gamma^2 v^2)^{-1} \quad (30)$$

Вера не сообразила, <sup>это</sup>  $\gamma \equiv \frac{1}{\sqrt{1-v^2}}$

$$1 + \gamma^2 v^2 = 1 + \left( \frac{1}{\sqrt{1-v^2}} \right)^2 v^2 = 1 + \frac{v^2}{1-v^2} = \frac{1}{1-v^2} = \gamma^2$$

т.е.  $1 + \gamma^2 v^2 = \gamma^2$  поэтому  $\gamma$  к-е'

далее всё сложно, но если это ур-е,

то:

$$\dot{v} = -C v^2 \gamma (\gamma^2)^{-1} = -C v^2 \gamma^{-1} =$$

$$= -C v^2 / \gamma = -C v^2 \sqrt{1-v^2}$$

~~т.е.~~ т.е. её уравнение (30)

совпадает с моим ур.  $\otimes$

# явное решение уравн. (\*)

3

(\*)

$$\dot{V} = -cV^2\sqrt{1-V^2}$$

△

$$-\frac{dV}{V^2\sqrt{1-V^2}} = c dt$$

①

$$-\int_{V_0}^{V(t)} \frac{dV}{V^2\sqrt{1-V^2}} = c \int_0^t dt$$

$V(t=0) \equiv V_0$  -

- начальная скорость протона перед входом в ядро

Воспользуемся неотрицательным интервалом:

$$\int \frac{dV}{V^2\sqrt{1-V^2}} = \quad V \in [0, 1)$$
$$= \int \frac{-\sin \alpha d\alpha}{\cos^2 \alpha \sin \alpha} = \begin{cases} V = \cos \alpha \\ dV = -\sin \alpha d\alpha \\ \sqrt{1-V^2} = \sin \alpha \end{cases}$$
$$= -\int \frac{d\alpha}{\cos^2 \alpha} = -\operatorname{tg} \alpha + \operatorname{const} =$$

$$= \frac{-\sin \alpha}{\cos \alpha} + \operatorname{const} = \frac{-\sqrt{1-V^2}}{V} + \operatorname{const}$$

проверка:  $\left( \frac{-\sqrt{1-V^2}}{V} \right)' = \frac{1}{V^2\sqrt{1-V^2}}$  OK

используя это в  $\Delta$ , получаем  $\lfloor 4$

$$\frac{\sqrt{1-v^2}}{v} \Big|_{v_0}^{v(t)} = ct$$

$$\frac{\sqrt{1-v^2(t)}}{v(t)} - \frac{\sqrt{1-v_0^2}}{v_0} = ct$$

$$v(t) = \frac{1}{\sqrt{1 + \left( ct + \frac{\sqrt{1-v_0^2}}{v_0} \right)^2}}$$

Видим, что, если  $p \gg m \Rightarrow$    
 $v_0 \rightarrow 1$

и ответ перестает зависеть от  $p$ !

$p$  - импульс налетающего протона

$\Gamma$ -р. для  $p = 10 \text{ GeV}$  и  $p = 10 \text{ TeV} = 10.000 \text{ GeV}$

имеем одну и ту же зависимость:

$$v(t) = \frac{1}{\sqrt{1 + c^2 t^2}}$$

при  $v_0 \approx 1$

$\Delta$  при этом:  $ct = \frac{\sqrt{1-v^2(t)}}{v(t)}$   
 обратн. ф-ла

# РАВНОЕ ВОЗМОЖЕЛИЕ ПУТИ ПРОЙДЕННОГО 5

## ПРИ ТОРМОЖЕНИИ

$$l(t) \equiv \int_0^t v(\tau) d\tau$$

используем  $\Delta$ :

$$l(t=0) = 0$$

$$v(t=0) = v_0 = 1$$

замечем, что  $\rho \gg m$

но  
можно  
для  $v_0$   
тоже

$$d\tau = -\frac{1}{c} \frac{dv}{v^2 \sqrt{1-v^2}}$$

$$\Delta_4 \quad l(t) = \int_1^{v(t)} \frac{dv}{v^2 \sqrt{1-v^2}} = -\frac{1}{c} \int_1^{v(t)} \frac{dv}{v \sqrt{1-v^2}}$$

Неопр. Интеграл  $\int \frac{dv}{v \sqrt{1-v^2}}$  тоже берётся явно  
заменим  $z = \sqrt{1-v^2}$

$$\int \frac{dv}{v \sqrt{1-v^2}} = \frac{1}{2} \ln \frac{1-\sqrt{1-v^2}}{1+\sqrt{1-v^2}} + \text{const}$$

проверка:  $\left( \frac{1}{2} \ln \frac{1-\sqrt{1-v^2}}{1+\sqrt{1-v^2}} \right)' = \frac{1}{v \sqrt{1-v^2}}$  OK

подставляя это в  $\Delta$  находим:

$$\star \quad l(t) = +\frac{1}{2c} \ln \frac{1+\sqrt{1-v_0^2}}{1-\sqrt{1-v_0^2(t)}}$$

# Оценка константы C

(6)

$$C = \frac{\varepsilon S}{m} = \frac{M_A S}{V_A m} = \frac{A}{V_A} S = \frac{S}{V_A/A}$$

$$\varepsilon = \frac{M_A}{V_A}; \quad M_A = m A;$$

$V_A/A$  — объём приходящейся на один нуклон ядра

$S$  — поперечное сечение протона

$$\frac{V_A}{A} = \frac{\frac{4}{3} \pi R_A^3}{A} = 4,2 \frac{(6,38 \text{ fm})^3}{196} = 5,6 \text{ fm}^3$$

Другим методом, это для тех же ядер

$$R_A = C_0 A^{1/3} \quad \text{где } C_0 \approx 1,1 \text{ fm}$$

$$\frac{V_A}{A} = \frac{\frac{4}{3} \pi R_A^3}{A} = \frac{4}{3} \pi C_0^3 = 4,2 \cdot (1,1)^3 \text{ fm}^3 = 5,6 \text{ fm}^3$$

$$S = 30 \text{ мбн} = 3 \text{ fm}^2$$

$$S = \pi r_p^2$$

$$r_p = 0,98 \text{ fm}$$

это совпадает

с экспериментальной радиусом  $r_p = 1 \text{ fm}$

$$\Rightarrow C = \frac{S}{V_A/A} = \frac{3 \text{ fm}^2}{5,6 \text{ fm}^3} = 0,54 \text{ fm}^{-1} = 0,54 \cdot 0,2 \text{ GeV} = 0,11 \text{ GeV}$$

# Численные оценки

$$\text{при } p \gg m \\ v_0 = 1$$

7

уз  $\Delta$   $\Rightarrow$

$$t = \frac{1}{c} \frac{\sqrt{1-v^2(t)}}{v(t)}$$

уз  $\otimes$   $\Rightarrow$

$$l = \frac{1}{2c} \ln \frac{1 + \sqrt{1-v^2(t)}}{1 - \sqrt{1-v^2(t)}}$$

$$C = 0,54 \text{ fm}^{-1} =$$

$$= 0,11 \text{ GeV}$$

$$\frac{1}{c} = 1,8 \text{ fm} = 9 \text{ GeV}^{-1}$$

Вычислим время ( $t_1$ ) и пусть ( $l_1$ )

торможения протона до скорости  $v=0,5$   
от скорости  $v=1$ .

$$t_1 = \frac{1}{c} \frac{\sqrt{1-(1/2)^2}}{1/2} = \frac{\sqrt{3}}{c} = 1,8 \cdot \sqrt{3} \text{ fm} = 3,1 \text{ fm} = 15,5 \text{ GeV}^{-1}$$

$$l_1 = \frac{1}{2c} \ln \frac{1 + \sqrt{1-1/4}}{1 - \sqrt{1-1/4}} = \frac{1}{2c} \ln(7+4\sqrt{3}) = \frac{1/2 \ln 13,9}{c} = \frac{1,32}{c} = 1,8 \cdot 1,32 \text{ fm} = 2,4 \text{ fm}$$

Сравним это с графиком на рис. 11  
в дипломной работе В.Е.

У нас  $t_1 = 3,1 \text{ fm} = 15,5 \text{ GeV}^{-1}$

В её работе  $t_1 = 96 \text{ GeV}^{-1}$  (из графика на рис. 11)

т.е. завышено в 6 раз  
у нас  $l_1 = 2,4 \text{ fm}$  (а не  $\frac{30 \text{ fm}}{\text{го } v=0,7}$  как в работе В.Е.)

	$v_0 V_a = 0,7$		$v_0 V = 0,5$	
	<del><math>t</math></del>	$l$	$t$	$l$
Мои вычисления	1,8 fm	1,6 fm	3,1 fm = 15,5 GeV	2,4 fm
Диплом В.Е		30 fm	96 GeV <sup>-1</sup>	

↑  
 слайд 6  
 доклада  
 диплома

↑  
 рис. 11  
 диплома

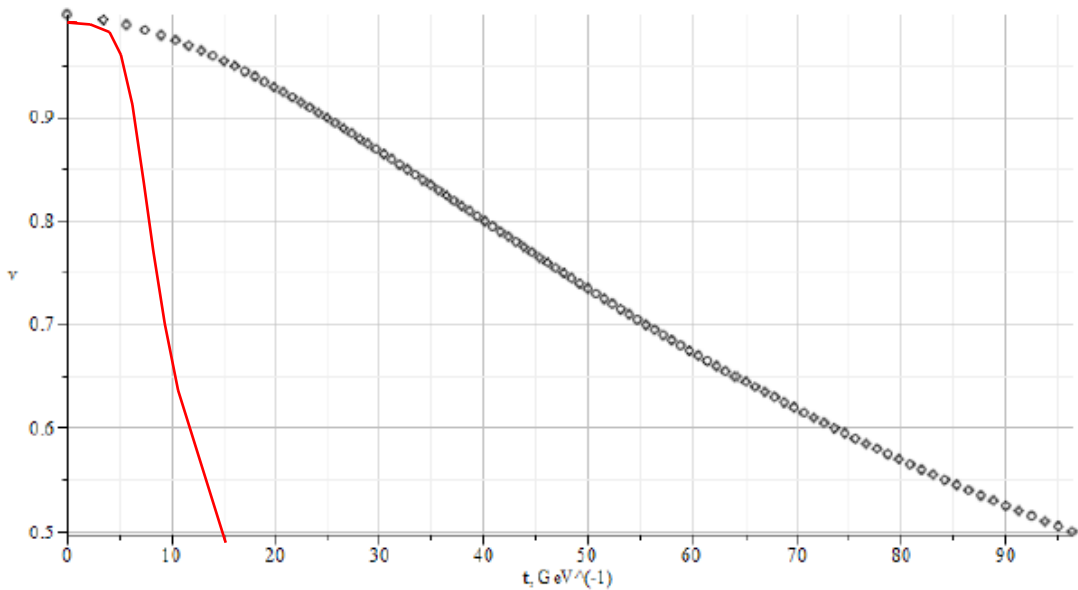


Рис. 11: Зависимость скорости projectile внутри ядра золота ( $R = 6.38 \text{ fm}, a = 0.535 \text{ fm}, m_{0c} = 183.5 \text{ GeV}$ ) от времени при энергии столкновения в системе центра масс на нуклон-нуклонную пару  $\sqrt{s_{NN}} = 10 \text{ GeV} (\Rightarrow v_0 \approx 0.999)$ . Такой же график для энергии ниже  $10 \text{ GeV}$  можно получить из этого, сдвинув вертикальную ось влево (то есть сдвинув пересечение графика с осью ординат, то есть сдвинув  $v_0$  на меньшее значение).

**ХОД РАБОТЫ**

Известно:  $v_0, \rho, \sigma_{inel}^{NN}$

$m\ddot{a} = \vec{F}$  (но в рел. форме!)  $\Rightarrow v(t)$

Задаём скорость условной «остановки»  $V_0$  }  $\Rightarrow l$

По оценочному вычислению для золота ( $R=5.38 \text{ fm}, a=538 \text{ fm}, A=197$ ) при  $V_0=0.7$  и  $p_{lab}=18 \text{ GeV}/c$

$l \approx 30 \text{ fm}$  ?

$d = 2(R + a) \approx 13.8 \text{ fm (Au)}$

$F = -\frac{1}{1-v^2} \epsilon v^2 S$  →  $F_{eff} = -k_{eff} \frac{1}{1-v^2} \epsilon v^2 S$

площадь поперечного сечения протона