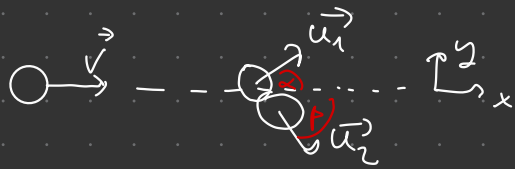


①



$$m\vec{v} = m\vec{u}_1 + m\vec{u}_2 \quad \text{oraz} \quad \frac{mv^2}{2} = \frac{mu_1^2}{2} + \frac{mu_2^2}{2}$$

$$\vec{v} = \vec{u}_1 + \vec{u}_2$$

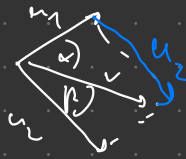
 \Downarrow

$$v^2 = u_1^2 + u_2^2$$

z tw. Pitagorasa (odnotnogo)
wynika, że długość wektora

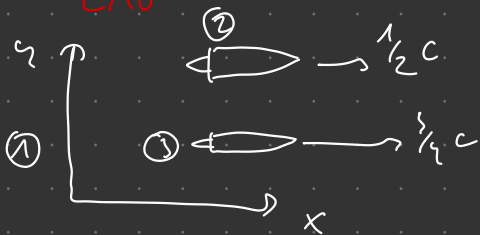
$\vec{u}_1, \vec{u}_2, \vec{v}$ tworzą trójkąt prostokątny,

a \vec{u}_1 jest przeciwprostokątną, zatem $\alpha + \beta = \frac{\pi}{2} //$



③

LAB



$$v_{3/1} = \frac{v_{3/2} + v_{2/1}}{1 + \frac{v_{3/2} v_{2/1}}{c^2}}$$

$$\frac{3}{4}c = \frac{v_{3/2} + \frac{1}{2}c}{1 + v_{3/2} \cdot \frac{1}{2}}$$

$$\frac{3}{4} + \frac{3}{8}v_{3/2} = v_{3/2} + \frac{3}{4} \Rightarrow \frac{5}{8}v_{3/2} = \frac{1}{4} \Rightarrow v_{3/2} = \frac{2}{5}c$$

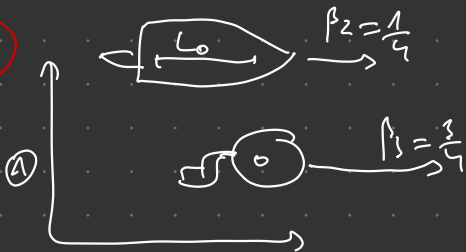
④



$$\beta = -\frac{3}{4} \quad (\beta > 0, \text{ gdy się oddala}$$

$$f = f_0 \sqrt{\frac{1+\beta}{1-\beta}} = 100 \cdot \sqrt{\frac{1/4}{7/4}} = \frac{100}{\sqrt{7}} \approx 37,8 \text{ MHz} < f_0$$

⑤



$$\beta_3 = \frac{\beta_{3/2} + \beta_2}{1 + \beta_{3/2} \beta_2}$$

$$\beta_3 + \beta_2 \beta_3 \beta_{3/2} = \beta_{3/2} + \beta_2$$

$$\beta_{3/2} = \frac{\beta_3 - \beta_2}{1 - \beta_2 \beta_3} = \frac{1/2}{1 - \frac{3}{16}} = \frac{1}{2} \cdot \frac{16}{13} = \frac{8}{13}$$

$$L = L_0 \sqrt{1 - \beta_{3/2}^2} = L_0 \sqrt{1 - 64/169}$$

6

$$\tau = 2 \mu s$$

$$\beta = 0.99$$

$$t = \gamma \tau, \quad \gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - 0.99^2}} \approx 7$$

$$\Rightarrow t \approx 14 \mu s \rightarrow \text{cos wypadu w naszym układzie}$$

$$\Rightarrow s = t \beta c = 14 \cdot 10^{-6} \cdot 0.99 \cdot 3 \cdot 10^8$$

$$= 99.3 \cdot 14 m = 4158 m$$

7

$$E = \gamma m_e c^2 \Rightarrow 10 = \frac{E}{m_e c^2} = \gamma$$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} = 10$$

$$\frac{1}{100} = 1 - \beta^2 \Rightarrow \beta = \sqrt{\frac{99}{100}} \approx 0.995$$

8 Pokazujemy, że $E = E'$, zatem

$$\frac{d}{dt} (m v r) = q E \Rightarrow \frac{dv}{\left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{3/2}} = \frac{q E}{m} dt$$

całkujemy

$$\Rightarrow \frac{q E}{m} t + C = \frac{v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}, \quad v(0) = 0 \Rightarrow C = 0$$

$$\text{u nas } t = \frac{2 m c}{q E} \Rightarrow \frac{v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = 2 c$$

$$\frac{v^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} = 4 c^2 \Rightarrow v^2 = 4 c^2 - 4 v^2 \Rightarrow 5 v^2 = 4 c^2$$

$$v = \frac{2}{\sqrt{5}} c$$

9

Dla górnego obserwatora na ryłtadzie,

$$T \cdot V^{2/3} = \text{const.}$$

$$\Rightarrow T_0 L^{2/3} = T \cdot \left(\frac{L}{2.7}\right)^{2/3}$$

$$\Rightarrow T = T_0 \cdot 2.7^{2/3} = 9 T_0 = 2700 \text{ K}$$

10



zgodnie z Fresnel,
długość możemy potraktować
jako ścieżkę, oddziaływującą

z ruchem przez zderzenia cząstek, niezależnie.

Na przykładzie rozwiążemy ten problem
otrzymując zależność:

$$t(v) = \frac{m}{2gS} \left(\frac{1}{v} - \frac{1}{v_0} \right)$$

Dla $v = 5 \text{ m/s}$ i $v_0 = 10 \text{ m/s}$,

$$t = \frac{1000}{2 \cdot 2} \left(\frac{1}{5} - \frac{1}{10} \right) = \frac{1}{10} \cdot \frac{1000}{4} = 25 \text{ s}$$

2) zmiana pędu odbijającego się fotonu
wgłędem nieruchomego lustra to:

$$\Delta p = 2 \cdot hf/c$$

W jednostce czasu takich fotonów jest N ,

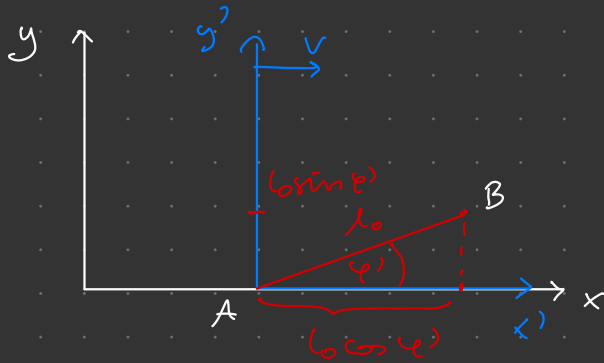
$$\Rightarrow \frac{\Delta p}{\Delta t} = \frac{2Nhf}{c \Delta t} = Mg$$

" p

$$\Rightarrow p = \frac{Mgc}{2}$$

Zadanie 1

Układ odniesienia U' porusza się wzdłuż osi x ze stałą prędkością V w układzie odniesienia U . Osie x i x' układów U i U' pokrywają się. W układzie U' spoczywa pręt o długości l_0 tworzący kąt φ' z osią x' . Jaką długość pręta l i jaki kąt φ utworzony przez pręt z osią x zmierzy obserwator w U ?



Przyjmujemy synchronizację obu układów w chwili $t=t'=0$, tj.

$$(0, 0, 0)_U = (0, 0, 0)_{U'}$$

Badamy położenie końca pręta.

składowa równoległa do osi x' , składowa prostopadła
pręta.

$$\begin{cases} x_B = \frac{l_0 \cos \varphi'}{\gamma} = l_0 \cos \varphi' \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{1/2} \\ y_B = y_{B'} = l_0 \sin \varphi' \end{cases}$$

Długość w układzie U :

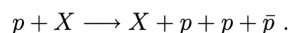
$$\begin{aligned} l &= (x_B^2 + y_B^2)^{1/2} = l_0 \left(\cos^2 \varphi' \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right) + \sin^2 \varphi' \right)^{1/2} \\ &= l_0 \left(1 - \frac{v^2}{c^2} \cos^2 \varphi' \right)^{1/2} \end{aligned}$$

Kąt nachylenia pręta w U :

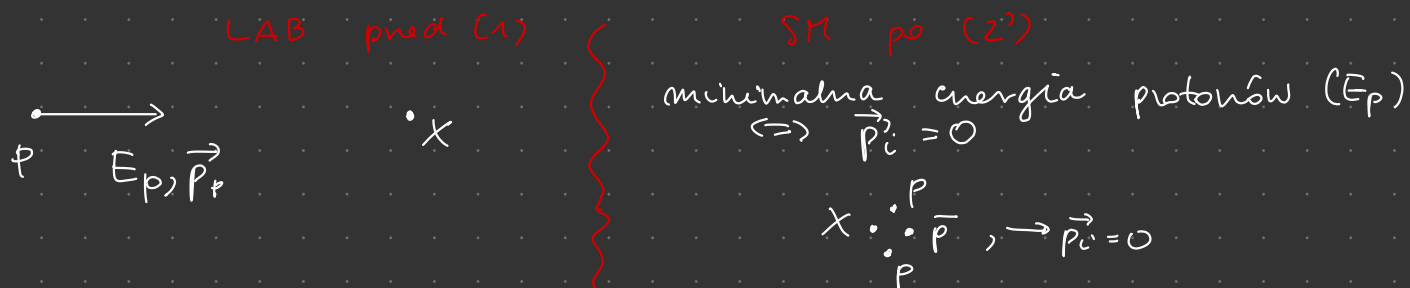
$$\begin{aligned} \tan \varphi &= \frac{y_B}{x_B} = \frac{l_0 \sin \varphi'}{l_0 \cos \varphi'} \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} \\ &= \tan \varphi' \cdot \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} \quad // \end{aligned}$$

Zadanie 3

W akceleratorze protony p padają na nieruchomą tarczę składającą się z jąder pierwiastka X . Oblicz minimalną energię protonów E_p potrzebną do wyprodukowania antyprotonów \bar{p} w procesie



Wykonaj obliczenia dla tarczy wodorowej, przyjmując: $m_X = m_p = 938 \text{ MeV}/c^2$.



zapiszemy 4-psydy układów:

$$\vec{P}_1 = (E_p + m_X c^2, p_p c, 0) \quad (\text{Lab przed})$$

$$\vec{P}_2 = ([3m_p + m_X]c^2, 0, 0) \quad (\text{SM po})$$

$$\begin{aligned} \vec{P}_1^2 = \vec{P}_2^2 &\Leftrightarrow (3m_p + m_X)^2 c^4 = (E_p + m_X c^2)^2 - (p_p c)^2 \\ &= \underbrace{E_p^2 - (p_p c)^2}_{(m_p c^2)^2} + (m_X c^2)^2 + 2E_p m_X c^2 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow 2E_p m_X c^2 &= c^4 \left[9m_p^2 + \cancel{m_X^2} + 6m_p m_X - m_p^2 - \cancel{m_X^2} \right] \\ &= c^4 [8m_p^2 + 6m_p m_X] \end{aligned}$$

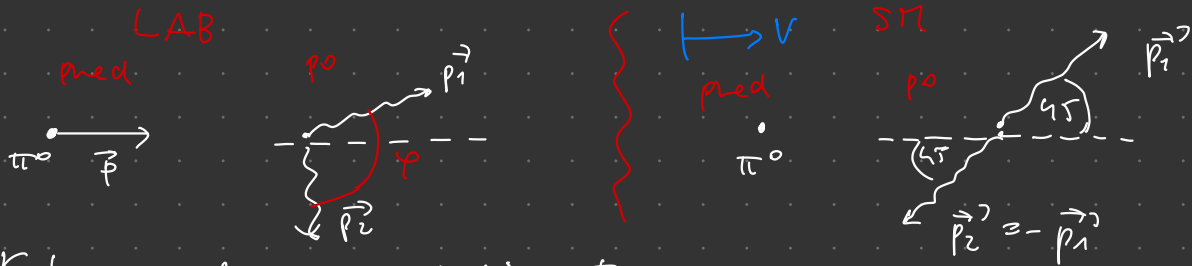
$$\Rightarrow E_p = c^2 m_p \left(4 \frac{m_p}{m_X} + 3 \right) \quad //$$

masa w polowicy. $m_X = m_p = 938 \text{ MeV}/c^2$

$$E_p = c^2 \cdot 938 \frac{\text{MeV}}{c^2} (4 + 3) = 6566 \text{ MeV}$$

Zadanie 4

Mezon π^0 o masie $m = 140 \text{ MeV}/c^2$ i pędzie $p = 500 \text{ MeV}/c$ w układzie laboratorium rozpada się na dwa fotony ($\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma$) w taki sposób, że jeden z fotonów jest emitowany w ich układzie środka masy pod kątem 45° do kierunku lotu π^0 . Znajdź kąt między fotonami w układzie laboratoryjnym.



Kąt rozpadu w labie to:

$$\cos \varphi = \frac{\vec{p}_1 \cdot \vec{p}_2}{|\vec{p}_1| |\vec{p}_2|}$$

Wpędy fotonów w ich układzie SM:

$$\vec{p}_{1\alpha} = \left(p_{1x}, \frac{p_{1x}c}{\sqrt{2}}, \frac{p_{1x}c}{\sqrt{2}} \right), \quad \vec{p}_{2\alpha} = \left(p_{1x}, -\frac{p_{1x}c}{\sqrt{2}}, -\frac{p_{1x}c}{\sqrt{2}} \right)$$

Ogłoszcie SM fotonów \equiv SM meronu,

$$mc^2 = 2p_{1x}c, \quad p_{1x} = \frac{mc}{2\sqrt{2}}, \quad p_{1y} = \frac{mc}{2\sqrt{2}}$$

$$\begin{pmatrix} p_1 \\ p_{1x} \\ p_{1y} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta & 0 \\ \gamma\beta & \gamma & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{mc}{2} \\ \frac{mc}{2\sqrt{2}} \\ \frac{mc}{2\sqrt{2}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{mc}{2} \gamma \left(1 + \beta/\sqrt{2} \right) \\ \frac{mc}{2} \gamma \left(\beta + 1/\sqrt{2} \right) \\ mc/(2\sqrt{2}) \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \vec{p}_1 = \frac{mc}{2} \left(\gamma\beta + \frac{\gamma}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}}, 0 \right)$$

analogicznie otrzymamy \vec{p}_2 .

$$\begin{pmatrix} p_2 \\ p_{2x} \\ p_{2y} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{mc}{2} \gamma \left(1 - \frac{\beta}{\sqrt{2}} \right) \\ \frac{mc}{2} \gamma \left(\beta - \frac{1}{\sqrt{2}} \right) \\ -\frac{mc}{2\sqrt{2}} \end{pmatrix} \Rightarrow \vec{p}_2 = \frac{mc}{2} \left(\gamma\beta - \frac{\gamma}{\sqrt{2}}, -\frac{1}{\sqrt{2}}, 0 \right)$$

$$\vec{p}_1 \cdot \vec{p}_2 = \frac{m^2 c^2}{4} \left(\gamma^2 \beta^2 - \frac{\gamma^2}{2} - \frac{1}{2} \right)$$

Też jeńce porzucić γ ze małym małym pędem meronu, kątowy energie meronu.

$$\gamma mc^2 = \sqrt{(mc^2)^2 + (pc)^2} \Rightarrow \gamma = \sqrt{1 + \left(\frac{p}{mc} \right)^2}$$

$$\alpha^2 = \frac{1}{1-\beta^2} \Rightarrow 1-\beta^2 = \frac{1}{\gamma^2} \Rightarrow \beta^2 = 1 - \frac{1}{\gamma^2} = 1 - \frac{1}{1+(p/mc)^2} = \frac{(p/mc)^2}{1+(p/mc)^2}$$

$$\Rightarrow \alpha^2 \beta^2 = (p/mc)^2$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \vec{p}_1 \cdot \vec{p}_2 &= \frac{m^2 c^2}{\gamma} \left(\frac{p^2}{m^2 c^2} - \frac{1 + p^2/m^2 c^2}{2} - \frac{1}{2} \right) \\ &= \frac{m^2 c^2}{\gamma} \left(\frac{2p^2}{2(mc)^2} - \frac{(mc)^2 + p^2}{2(mc)^2} - \frac{1}{2} \right) \\ &= \frac{(mc)^2}{\gamma} \left(-\frac{p^2 - (mc)^2}{2(mc)^2} - \frac{1}{2} \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow p_1 \cdot p_2 &= \frac{(mc)^2}{\gamma} \alpha^2 \left(1 - \frac{\beta^2}{2} \right) = \frac{(mc)^2}{\gamma} \left(1 + \left(\frac{p}{mc} \right)^2 - \frac{1}{2} \left(\frac{p}{mc} \right)^2 \right) \\ &= \frac{(mc)^2}{\gamma} \left(1 + \frac{1}{2} \left(\frac{p}{mc} \right)^2 \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \cos \varphi &= \frac{\vec{p}_1 \cdot \vec{p}_2}{p_1 p_2} = \frac{p^2 - 2(mc)^2}{2(mc)^2} / \left(\frac{2(mc)^2 + p^2}{2(mc)^2} \right) \\ &= \frac{p^2 - 2(mc)^2}{2(mc)^2 + p^2} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} m &= 140 \text{ MeV}/c^2 \\ p &= 500 \text{ MeV}/c \end{aligned}$$

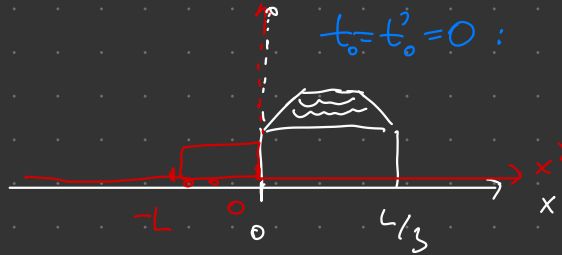
$$\Rightarrow \cos \varphi = \frac{500^2 - 2 \cdot 140^2}{2 \cdot 140^2 + 500^2} = \frac{527}{723}$$

$$\Rightarrow \varphi \simeq 43^\circ$$

Zadanie 2

Pewien sprytny student skonstruował podświetlony pojazd o długości L i postanowił go zamknąć na chwilę w stodole o długości $L/3$. Załóż, że drzwi wejściowe i wyjściowe znajdują się odpowiednio na początku i na końcu stodoły, a stodoła jest tak zbudowana, że w każdej chwili – w układzie stodoły – przynajmniej jedno drzwi muszą być zamknięte. Przyjmij, że zdarzenie, że przód pojazdu pokrywa się z drzwiami wejściowymi stodoły, odpowiada chwilom $t = 0$ (układ stodoły) i $t' = 0$ (układ pojazdu) oraz wyznacza początki układów współrzędnych U i U' .

- Jaka musi być minimalna prędkość pojazdu, aby się to udało?
- Dla wyznaczonej w poprzednim punkcie prędkości minimalnej podaj w układzie stodoły współrzędne zdarzenia, które w układzie pojazdu scharakteryzowane jest tym, że następuje na przodzie pojazdu w momencie, gdy drzwi wejściowe stodoły zamykają się.
- Czy z punktu widzenia kierowcy pojazd będzie choć przez chwilę zamknięty w stodole?



a) zachodzi kontrakcja relacji oraz mchur, tj.

$$\frac{L}{\gamma} \leq \frac{L}{3} \Rightarrow \gamma \geq 3 \quad \approx \quad \frac{5}{2}$$

$$\gamma^2 = \frac{1}{1-\beta^2} \Rightarrow \beta^2 = 1 - \frac{1}{\gamma^2} \geq 1 - \frac{1}{9} = \frac{8}{9}$$

$$\Rightarrow \beta_{\min} = \frac{2\sqrt{2}}{3} \Leftrightarrow v_{\min} \approx 0,94c$$

b) Rozważmy sytuację dla β_{\min} , zatem opisywane zdarzenie można scharakteryzować jako takie, gdzie dla obserwatora w stodole bolid dociera do jej końca (coś tam tył uderza do początku i drzwi są zamknięte).

$$A = (ct, L/3)_U = (ct', 0)_{U'}$$

$$\begin{pmatrix} ct \\ L/3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta \\ \gamma\beta & \gamma \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct' \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma ct' \\ \gamma\beta ct' \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} t = \gamma t' \\ t' = \frac{L}{3\gamma\beta c} \end{cases} \Rightarrow t = \frac{L}{3\beta c} = \frac{L}{2\sqrt{2}c}$$

$$\Rightarrow A = \left(\frac{L}{2\sqrt{2}}, \frac{L}{3} \right)_U = \left(\frac{L}{6\sqrt{2}}, 0 \right)_{U'}$$

c) z punktu widzenia kinowca to
stodoła ulega kontrakcji, więc wydaje
mu się nawet jeszcze krótsze niż $\frac{4}{3}$,
a on sam wg siebie ma długość L .
 \Rightarrow pojazd nigdy nie stwierdzi, że jest
zniekształcony w stodole.

