

Kinematyka relatywistyczna

Wstęp do Fizyki I (B+C)

Wykład VI:

- Transformacja Lorentza
 - ⇒ Interwał czasoprzestrzenny i przyczynowość
- Skrócenie Lorentza
- Paradoks bliźniąt
- Relatywistyczny efekt Dopplera

Transformacja Lorentza

Wyrażenia na Transformację Lorentza uzyskaliśmy przy założeniu, że początki układów mijają się w chwili $t = t' = 0$.

⇒ zdarzenie to ma w obu układach współrzędne $(0, 0, 0, 0)$

W ogólności Transformację Lorentza opisuje transformację różnicy współrzędnych dwóch wybranych zdarzeń A i B: $\Delta t = t_B - t_A$, $\Delta x = x_A - x_B \dots$

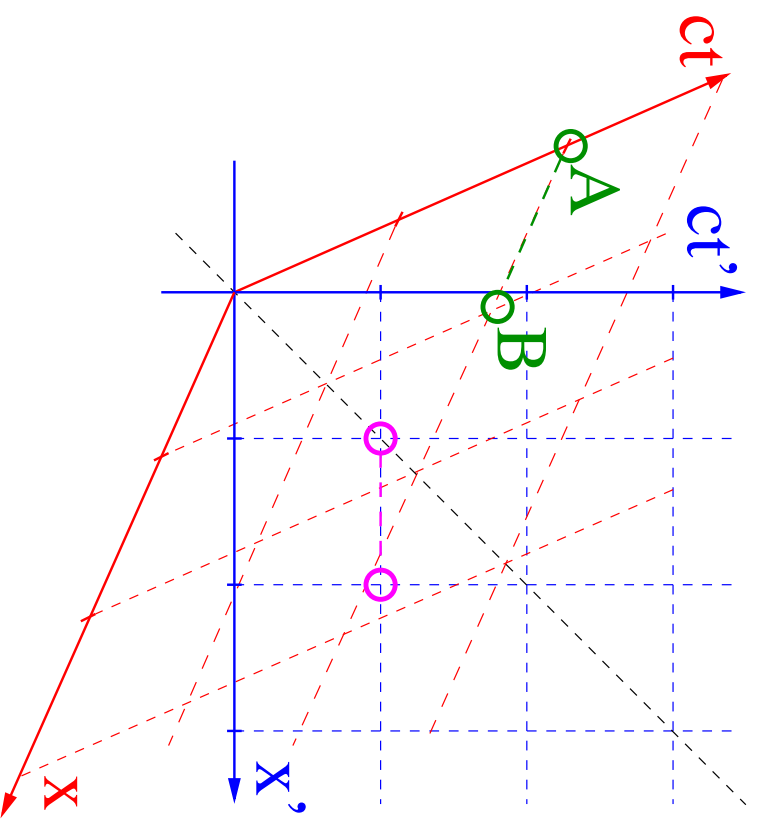
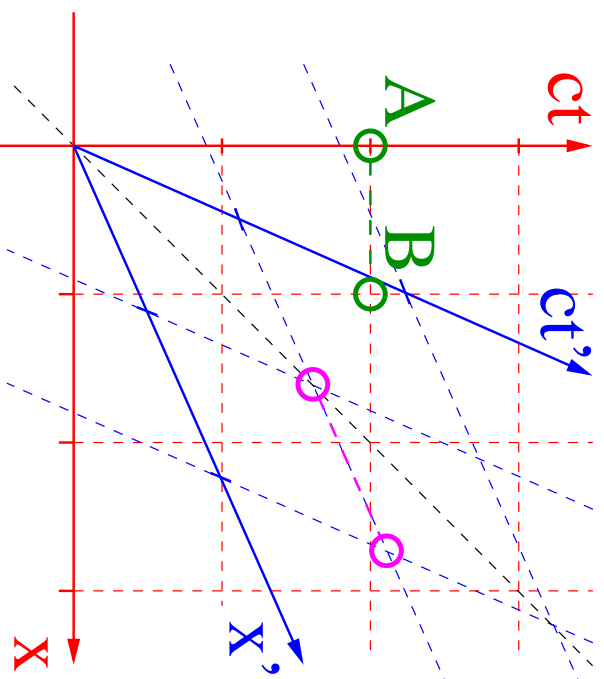
Przyjmując $c \equiv 1$:

$$\begin{pmatrix} \Delta t \\ \Delta x \\ \Delta y \\ \Delta z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma \Delta t' + \gamma \beta \Delta x' \\ \gamma \beta \Delta t' + \gamma \Delta x' \\ \Delta y' \\ \Delta z' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma \beta & 0 & 0 \\ \gamma \beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \Delta t' \\ \Delta x' \\ \Delta y' \\ \Delta z' \end{pmatrix}$$

Jeśli przyjmiemy, że w obu układach $A = (0, 0, 0, 0) \Rightarrow$ transformacja współrzędnych.

Transformacja Lorentza

Względność równoczesności



Dwa zdarzenia równoczesne w układzie O nie są równoczesne w układzie O'
Kolejność w jakiej zaobserwuje je obserwator O' zależy od **położenia** zdarzeń
w stosunku do **kierunku ruchu** względnego.

Transformacja Lorentza

Interwał

Interwał czasoprzestrzenny między dwoma zdarzeniami definiujemy jako:

$$s_{AB} = (\Delta t)^2 - (\Delta x)^2 - (\Delta y)^2 - (\Delta z)^2$$

Interwał jest niezmiennikiem transformacji Lorentza ! “odległość” w czasoprzestrzeni
Nie zależy od układu odniesienia, w którym go mierzymy.

Przyczynowość

Jeśli $s_{AB} > 0$ to można znaleźć taki układ odniesienia, w którym zdarzenia A i B będą zachodzić w tym samym miejscu.

$\sqrt{s_{AB}}$ określa odstęp czasu między zdarzeniami w tym układzie
Jeśli zdarzenia A i B związane są z ruchem jakiejś cząstki \Rightarrow czas własny

$$s_{AB} > 0 - \text{interwał czasopodobny}$$

\Rightarrow Zdarzenia A i B mogą być powiązane przyczynowo.

Ich kolejność jest zawsze ta sama.

Transformacja Lorentza

Przyczynowość

Jeśli $s_{AB} < 0$ to można znaleźć taki układ odniesienia, w którym zdarzenia A i B będą zachodzić w tej samej chwili.

$\sqrt{-s_{AB}}$ określa odległość przestrzenną między zdarzeniami w tym układzie np. mierzona długość ciała (A i B - pomiary położenia końców)

$s_{AB} < 0$ - interwał przestrzeniopodobny

⇒ Zdarzenia A i B **NIE** mogą być powiązane przyczynowo !

Kolejność zdarzeń zależy od układu odniesienia.

Jeśli $s_{AB} = 0$ to w żadnym układzie odniesienia

zdarzenia A i B nie będą zachodzić w tej samej chwili ani w tym samym miejscu

$s_{AB} = 0$ - interwał zerowy

Zdarzenia A i B może połączyć przyczynowo jedynie impuls świetlny

Transformacja Lorentza

Przyczynowość

O - "tu i teraz"

$$s_{OA} > 0 \text{ i } t_A > 0$$

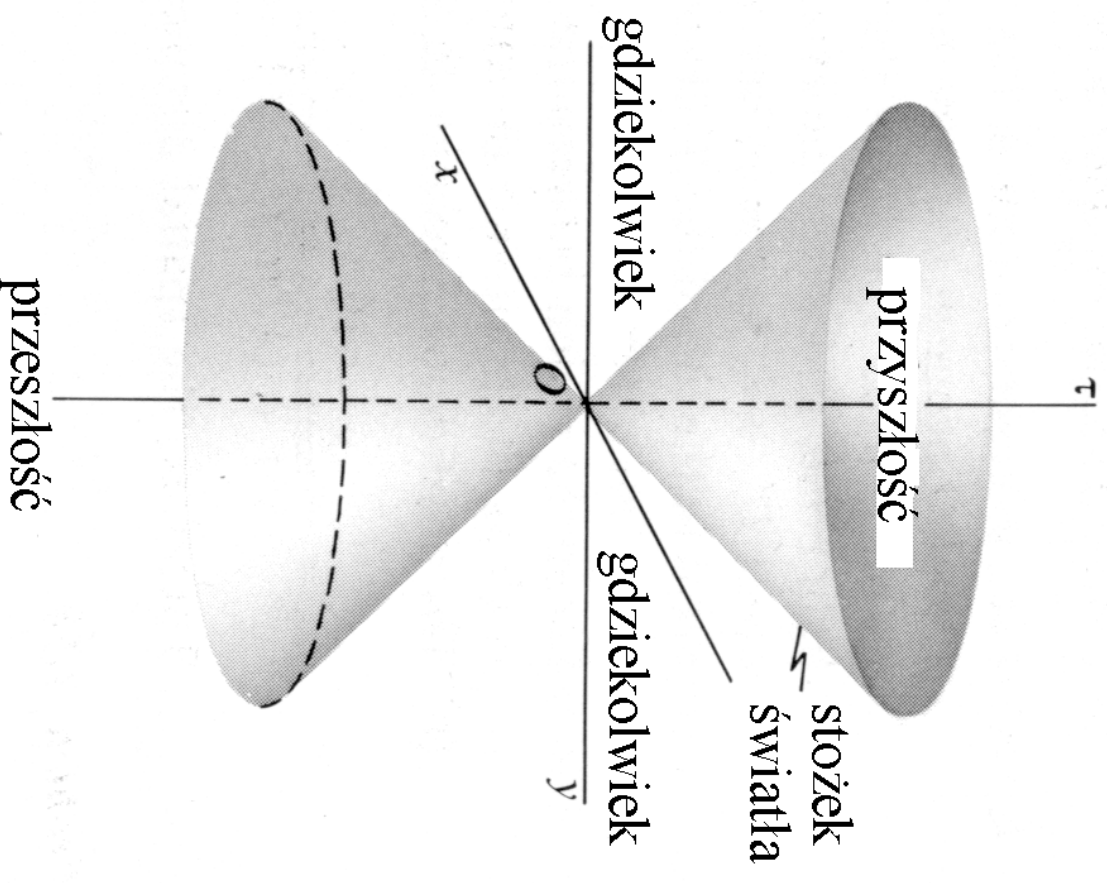
bezwzględna przyszłość: zdarzenia
na które możemy mieć wpływ

$$s_{OA} < 0$$

zdarzenia bez związku przyczynowego

$$s_{OA} > 0 \text{ i } t_A < 0$$

bezwzględna przeszłość: zdarzenia
które mogły mieć wpływ na nas



Skrócenie Lorentza

O' - układ związany z rakieta

o długości L_0 .

Pomiar długości:

równoczesny pomiar

położenia obu końców.

Pomiar **AB** w układzie **O**:

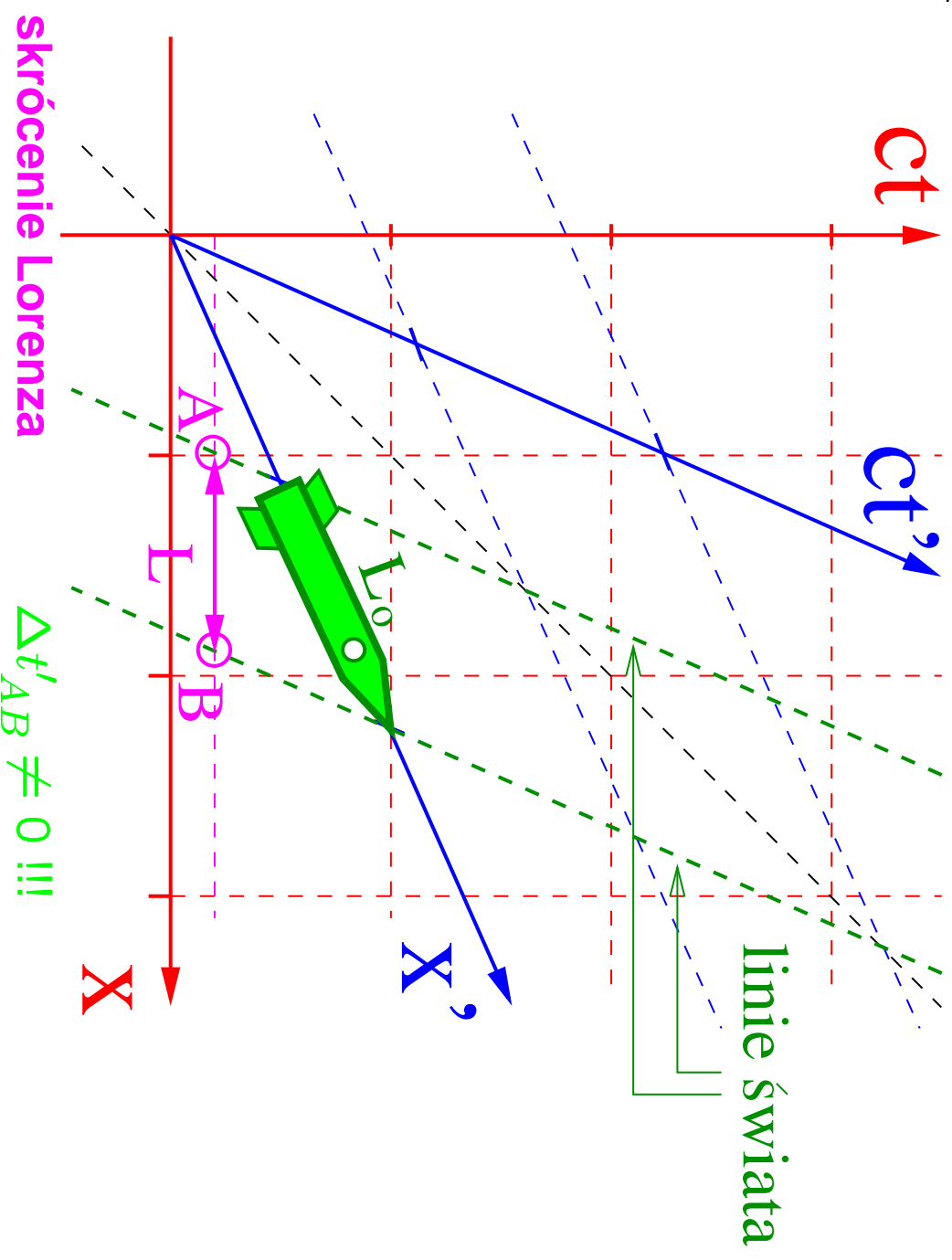
$$\Delta x_{AB} = L$$

$$\Delta t_{AB} \equiv 0$$

W układzie O':

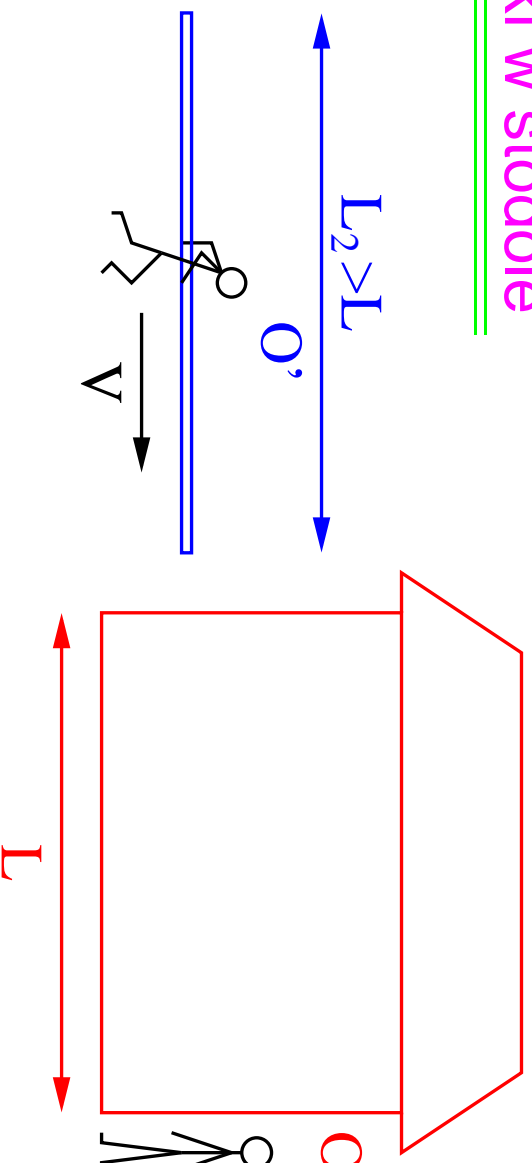
$$\Delta x'_{AB} \equiv L_0$$

$$\Rightarrow L = \frac{1}{\gamma} L_0$$



Skrócenie Lorentza

Paradoks “tyczki w stodole”



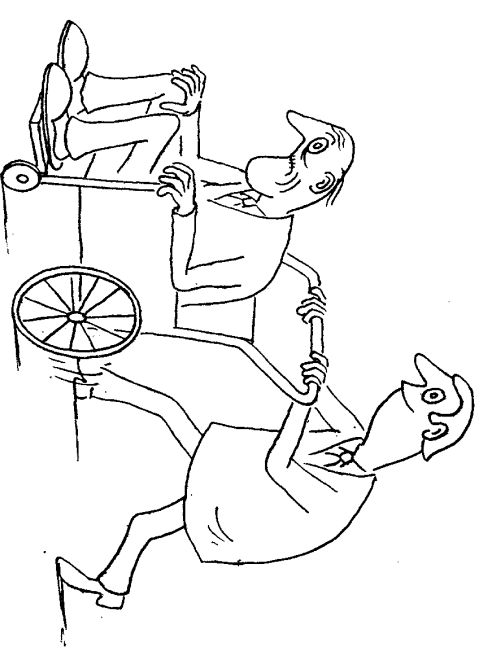
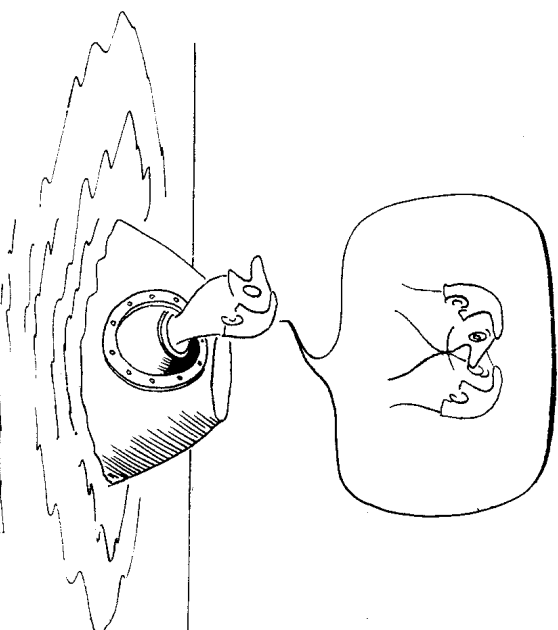
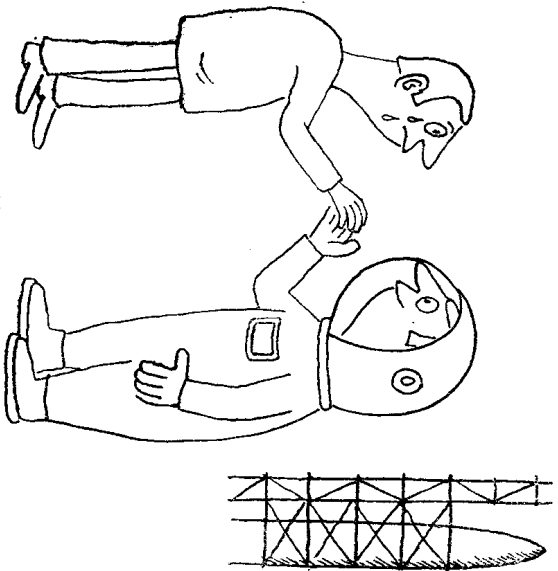
Obserwator **O** powie, że tyczka się skróciła i zmieściła w stodole. (jeśli $\frac{L_2}{\gamma} < L$)
Biegacz **O'** stwierdzi, że to stodola się skróciła. Tyczka nie mogła się w niej zmieścić.

Obaj mają rację !!!

Różni ich zdanie na temat kolejności zdarzeń: minięcia wrót stodoły przez końce tyczki.

Zdarzenia te są rozdzielone przestrzennie ($s < 0$) - kolejność zależy od układu...

Paradoks bliźniąt



Dwaj obserwatorzy mierząc czas pomiędzy dwoma zdarzeniami
(wylot rakiety i jej powrót) otrzymują różne wyniki. \Rightarrow **względność czasu (OK)**

Dla obu z nich oba zdarzenia zaszły też w tym samym miejscu !

\Rightarrow **naruszenie niezmienniczości interwału ?!**

Paradoks bliźniąt

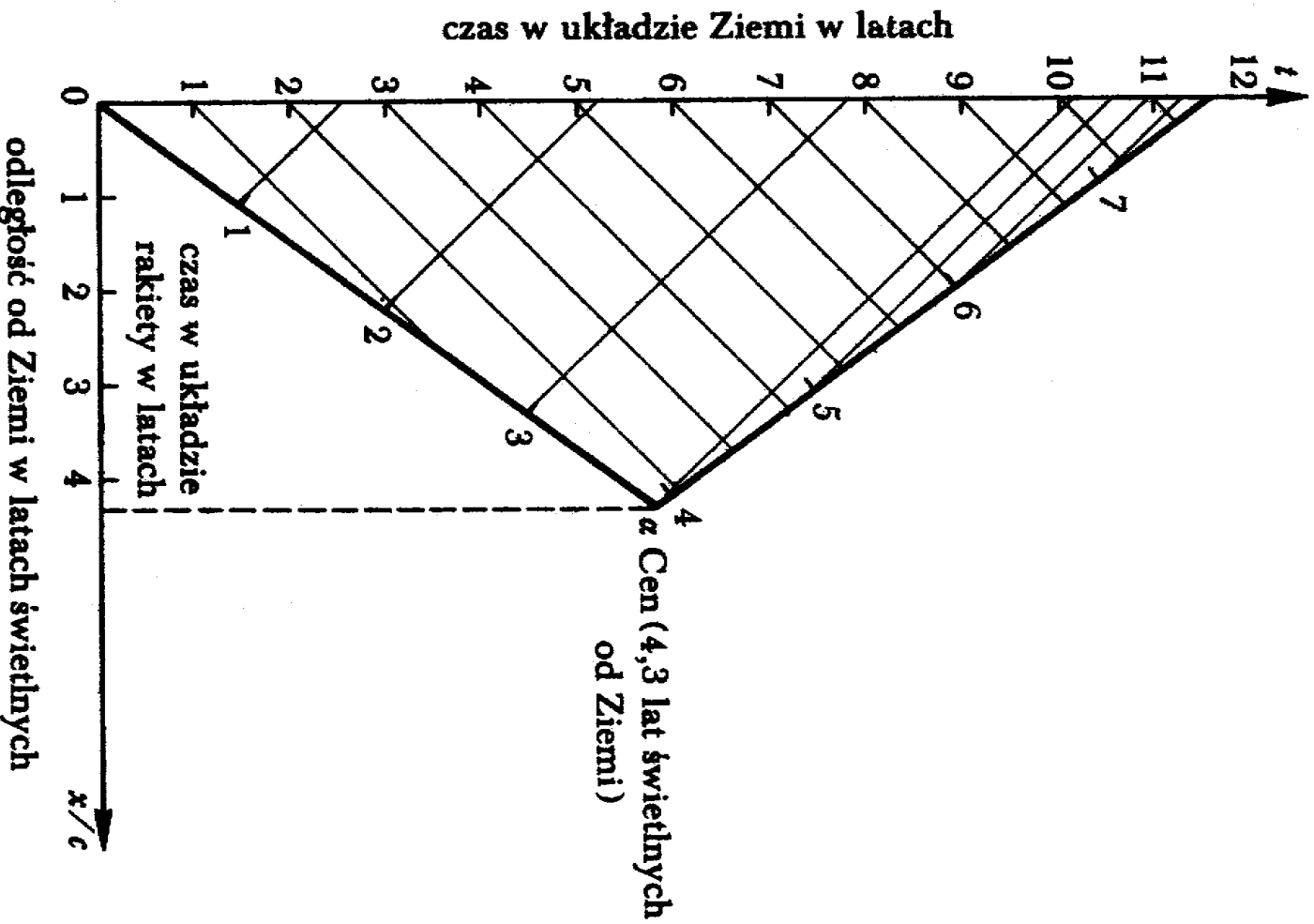
Przyjmijmy, że podróż odbywa się z prędkością $v = 0.745 c$ ($\gamma = 1.5$).

Według obserwatora na Ziemi podróż zajmie $\frac{2 \times 4.3}{0.745} \approx 11.5$ lat

Dla kosmonauty odległość skróci się do $\frac{4.3}{1.5} \approx 2.9$ lat świetlnych (skrócenie Lorentza)

Podróż będzie jego zdaniem trwała $\frac{2 \times 2.9}{0.745} \approx 7.7$ lat

⇐ impulsy świetlne wysyłane przez obu braci co rok



Paradoks bliźniąt

Brat który został na Ziemi uzna, że jego bliźniak jest młodszy dzięki dylatacji czasu: $\frac{11.5 \text{ lat}}{1.5} \approx 7.7 \text{ lat.}$

Ale tego samego spodziewał się jego bliźniak !!!

Dla kosmonauty bieg zegarów na Ziemi ulega spowolnieniu...

W czasie jego lotu do układu α -Centaura na Ziemi mija tylko $\frac{0.5 \times 7.7 \text{ lat}}{1.5} \approx 2.6 \text{ lat !}$

Tyle samo czasu mija na Ziemi w czasie jego podróży powrotnej.

Łącznie powinno minąć $\frac{7.7 \text{ lat}}{1.5} \approx 5.1 \text{ lat.}$

Dla brata na Ziemi minęło 11.5 lat

Gdzie znika ponad 6 lat !?

Paradoks bliźniąt

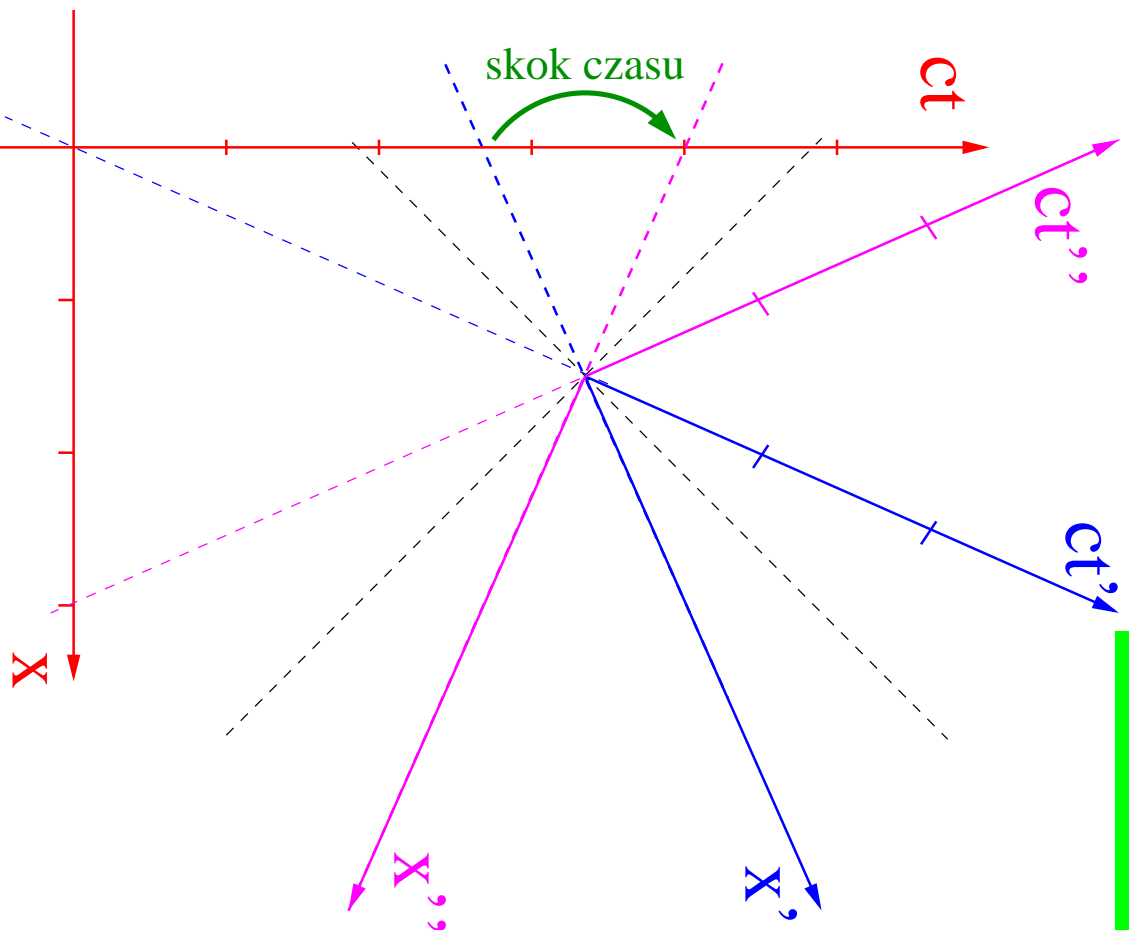
Kosmonauta obserwuje wskazania zegara na **Ziemi**.

Na zegarze tym przybywa **“skokowo”** ponad 6 lat w momencie zmiany przez kosmonautę **układu współrzędnych**.

Zegar na Ziemi jest zawsze porównywany z najbliższym zegarem układu współporuszającego się, a nie z zegarem kosmonauty.

Istotna jest synchronizacja zegarów

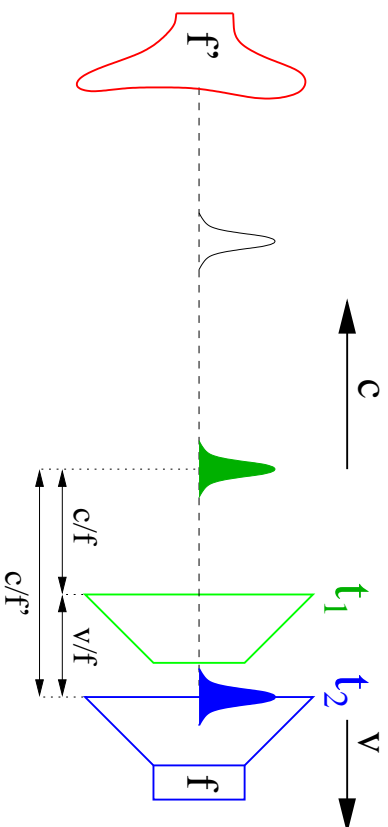
Synchronizacja zmienia się przy zmianie układu odniesienia.



Efekt Dopplera

Dwa przypadki "klasyczne":

Ruchome źródło



Częstość dźwięku i **długość fali**

mierzona przez obserwatora

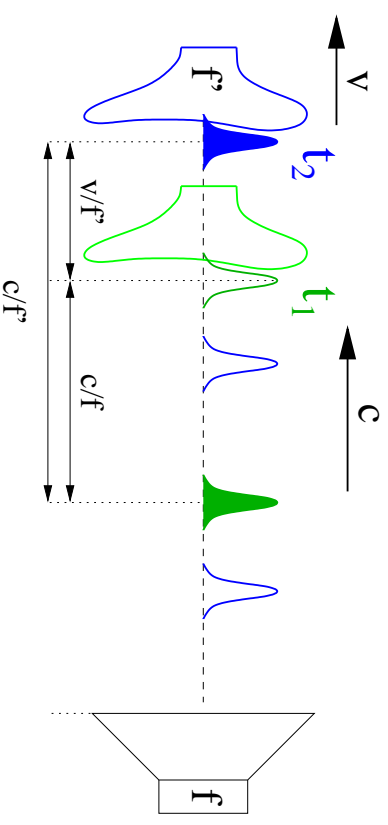
nieruchomego względem ośrodka:

$$f' = \frac{f}{1 + \beta}$$

$$\lambda' = \lambda (1 + \beta)$$

Ale światło nie potrzebuje "ośrodka". Powinien się liczyć tylko ruch względny !...

Ruchomy obserwator



Częstość i **długość fali** mierzona przez

ruchomego obserwatora:

$$f' = f (1 - \beta)$$

$$\lambda' = \frac{\lambda}{1 - \beta}$$

Efekt Dopplera

Jeśli źródło i/lub obserwator poruszają się z dużymi prędkościami

⇒ należy uwzględnić dylatację czasu

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{1}{\sqrt{(1 - \beta)(1 + \beta)}}$$

Ruchome źródło

Poruszające się źródło drga z częstotścią γ razy mniejszą:

$$f' = \frac{f/\gamma}{1 + \beta} = f \sqrt{\frac{1 - \beta}{1 + \beta}}$$

⇒ Pełna symetria !

Ruchomy obserwator

Dla poruszającego się obserwatora czas biegnie wolniej, mierzona częstota jest γ razy większa:

$$f' = \gamma f (1 - \beta) = f \sqrt{\frac{1 - \beta}{1 + \beta}}$$

Efekt Dopplera

Wysłanie impulsu w układzie O :

$$A : (T, 0, 0, 0)$$

Dotarcie impulsu światła

do obserwatora O' : ($c = 1$)

$$B : (T + \Delta T, \Delta T, 0, 0)$$

Współrzędne dotarcia impulsu

według obserwatora O' :

$$0 = X' = \gamma \Delta T - \beta \gamma (T + \Delta T)$$

$$\Rightarrow \Delta T = \frac{\beta}{1 - \beta} T$$

$$T' = \gamma(T + \Delta T) - \beta \gamma \Delta T$$

$$\Rightarrow T' = \gamma(1 + \beta) T = \sqrt{\frac{1 + \beta}{1 - \beta}} T$$

