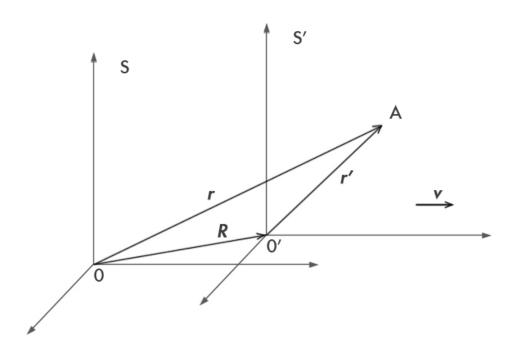
08.02.2017.

Лектор: Крымский К.М.

# §1. Специльная теория относительности.

### • Принцип относительности Галилея:

Рассматриваем две инерциалные CO (ИСО), движущиеся друг относительно друга со скоростью  $\vec{v}$ .



 $t=0: \quad O=O'$  Значит  $\vec{R}=\vec{v}t.$ 

$$\vec{r} = \vec{r'} + \vec{v}t,$$

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r'}}{dt} + \vec{v}$$
(1)

Уравнение 1 - классический закон сложения скоростей. И так как рассматривая СО инерциальна, то  $\vec{a} = \vec{a}'$ .

Утверждение: Законы механики коварианты относительно преобразований Галилия.

Однако опыты Мейкельсона (1864 год) показали, что скорость света не преобразуется по Галилею.

## • Принцип относительности Эйнштейна:

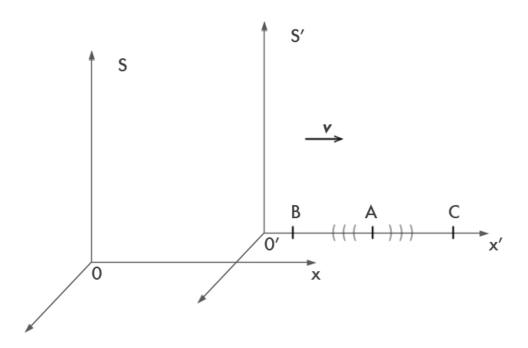
Все уравнения, выражающие законы природы, инварианты относительно преобразований координат и времени от одной инерциальной системы отсчёта к другой.

• Принцип постоянства скорости света:

Скорость света в пустоте (вакууме) одинакова во всех инерциальных системах отсчёта.

Следствие 1. Время не абсолютно.

### Пример 1.



A - источник, посылаем сигнал от источника по оси x'.

Обе системы отсчёта - S и S' -  $\mathit{UCO}.$  S' движется относительно S со скоростью  $\vec{v}.$ 

B S сигнал придёт в B раньше, чем в C.

#### Введём обозначения:

Событие 1: свет отправляется из  $(x_1, y_1, z_1)$  в абсолютной  $CO\ S$  по часам S : в момент времени  $t_1$ .

Событие 2: свет приходит в  $(x_2, y_2, z_2)$  в абсолютной СО S по часам S : в момент времени  $t_2$ .

Значит:

$$(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2 - c^2(t_2 - t_1)^2 = 0.$$

Аналогично для системы S':

$$(x_2' - x_1')^2 + (y_2' - y_1')^2 + (z_2' - z_1')^2 - c^2(t_2' - t_1')^2 = 0.$$

Если для любых двух событий ввести понятие интервала

$$S_{12} = \sqrt{c^2(t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2},$$
 (2)

то если  $S_{12} = 0$  в одной CO, то он равен нулю и в другой CO.

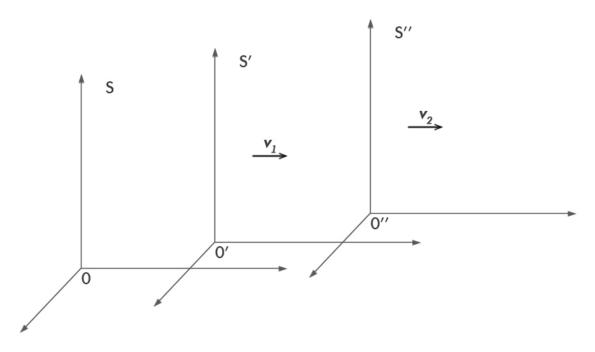
### Распространим:

Для двух бесконечно близких событий:

$$dS^2 = c^2 dt^2 - dx^2 - dy^2 - dz^2.$$

 $dS^2 = adS'^2$ , так как бесконечно малые одного порядка,

где  $a = a(v_{SS'})$  и  $a \neq a(x,t)$ , дабы не нарушать однородность пространства и времени.



Возьмём три СО и запишем для них интервалы:

$$dS^2 = a(v_1)dS_1^2,$$

$$dS^2 = a(v_2)dS_2^2,$$

$$dS_1^2 = a(v_{12})dS_2^2.$$

 $v_{12}$  - модуль относительной скорости. Из первых двух соотношений:

$$\frac{dS_1^2}{dS_2^2} = \frac{a(v_2)}{a(v_1)},$$

Из третьего:

$$\frac{dS_1^2}{dS_2^2} = a(v_{12}).$$

Итого:

$$\frac{a(v_2)}{a(v_1)} = a(v_{12}).$$

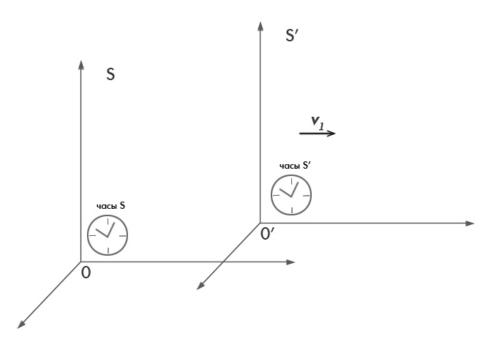
Левая часть не зависит от угла между  $v_1$  и  $v_2$ , а значит

$$a(v) = const = 1.$$

Итак,  $dS^2=inv$  относительно перехода от одной ИСО к другой.

 $\Downarrow$ 

Можем получить связь времён при переходе от одной ИСО к другой.



B системе S:

$$\sqrt{dx^2 + dy^2 + dz^2}$$
 sa  $dt$ ,

В системе S':

$$dx' = dy' = dz' = 0,$$

так как относительно себя часы не перемещались.

$$dS'^{=}c^{2}dt'^{2},$$
 
$$dS^{2} = c^{2}dt^{2} - dx^{2} - dy^{2} - dz^{2} = c^{2}dt'^{2},$$
 
$$dt' = \sqrt{1 - \frac{dx^{2} + dy^{2} + dz^{2}}{c^{2}dt^{2}}}dt = \sqrt{1 - \frac{v^{2}}{c^{2}}}dt.$$
 
$$dt' < dt$$

движущиеся часы идут медленнее.

Пример 2. *Мюоны:*  $\tau_{no\kappa} \approx 2 \cdot 10^{-6} \ ce\kappa$ .

 $L = \tau_{no\kappa} c \approx 600$  M.

B реальности проходят 20-30 км!

Какие преобразования координат и времени сохраняют интервал?

- 1. Только линейные по x и t. Чтобы осуществить обратный переход при замене v на -v.
- 2. Должны удовлетворять гносеологическим принципам.
- В частности принципу соотвествия: переходить в преобразования Галилея при  $\frac{v}{c} \to 0$ . Попробуем вид преобразования:

$$y'=y,\quad z'=z\quad$$
 (движение вдоль  $Ox),$ 

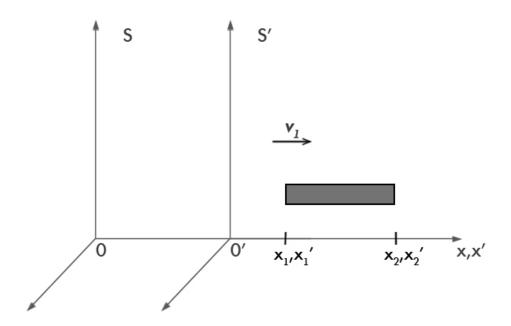
$$x = a(x - vt)$$
 и  $t = a(t + bx)$  на основе догадки.

Подставляем это в выражение 2 для интервала и получаем выражение для преобразования:

$$x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}, \quad y' = y, \quad z' = z, \quad t' = \frac{t - \frac{v}{c^2}x}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$
(3)

Уравнения 3 называются преобразованиями Лоренца.

#### Пример 3.



Собственная длина стержня:

$$l_0 = x_2' - x_1'.$$

Чтобы найти длину в лабораторной  $CO(\Pi CO)$ , надо найти  $x_1$  и  $x_2$  в один и тот же момент t в  $\Pi CO$ .

$$l = x_2 - x_1$$
.

По Лоренцу:

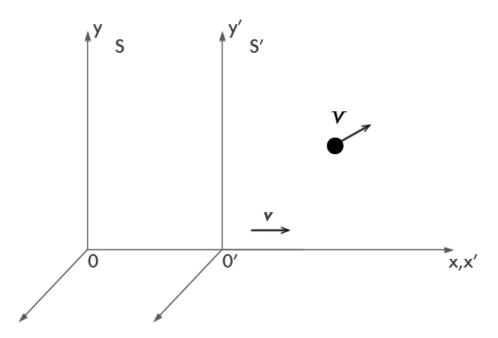
$$x_1' = \frac{x_1 - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}, \quad x_2' = \frac{x_2 - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}},$$
$$x_2' - x_1' = \frac{x_2 - x_1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}},$$

$$l=l_0\sqrt{1-rac{v^2}{c^2}}$$
 - Лоренцево сокращение.

**Следствие 1.** Два события A и B:  $t_A = t_B$ , и произошли в одной точке пространства. Значит  $t_A' = t_B'$ .

A если  $t_A = t_B$  в разных точках пространства, то  $t_A' \neq t_B'$ .

Как преобразовать скорости?



Пусть в СО S в проскости x0y движется частица со скростью  $\vec{V}(V_x,V_y)$ . Требуется найти  $V_x'$  и  $V_y'$ .

$$V'_{x} = \frac{dx'}{dt'} = \frac{dx'/dt}{dt'/dt},$$

$$\frac{\frac{dx}{dt} - v}{\sqrt{1 - \frac{v^{2}}{c^{2}}}} = \frac{dx'}{dt}, \quad \frac{dt'}{dt} = \frac{1 - \frac{v}{c^{2}}V_{x}}{\sqrt{1 - \frac{v^{2}}{c^{2}}}},$$

$$V'_{x} = \frac{V_{x} - v}{1 - \frac{V_{x}v}{c^{2}}}.$$

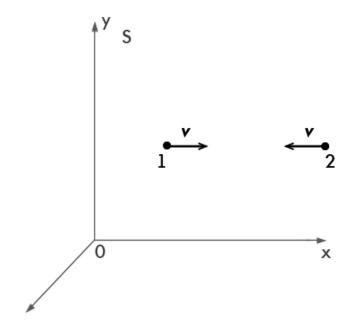
Аналогично

$$V_y' = \frac{dy'}{dt'} = \frac{V_y \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{1 - \frac{V_x v}{c^2}}.$$
 (4)

**Пример 4.** Две частицы движутся навстречу друг другу по прямой со скоростью V кажедая.

- 1. Скорость сближения:
- 2V может быть больше, чем c.
- 2. Относительная скорость:

[рассмотрено на следующей странице]



В этом случае, ссылаясь на формулы 4:

$$V_{omnocum.} = -\frac{2V}{1 + \frac{V^2}{c^2}}.$$

To ecmb

$$|V_{omnocum.}| \leqslant c.$$

Релятивистский закон скоростей не противоречит второму постулату:

$$c^{2} = c_{x}^{2} + c_{y}^{2},$$
 
$$V' = \sqrt{V_{x}'^{2} + V_{y}'^{2}} = \frac{\sqrt{(c_{x} - v)^{2} + (c - c_{x})^{2}(1 - \frac{v^{2}}{c^{2}})}}{1 - \frac{V_{x}v}{c^{2}}} = c.$$

Конец лекции 1.

Все вопросы и замечания можно направлять сюда.