

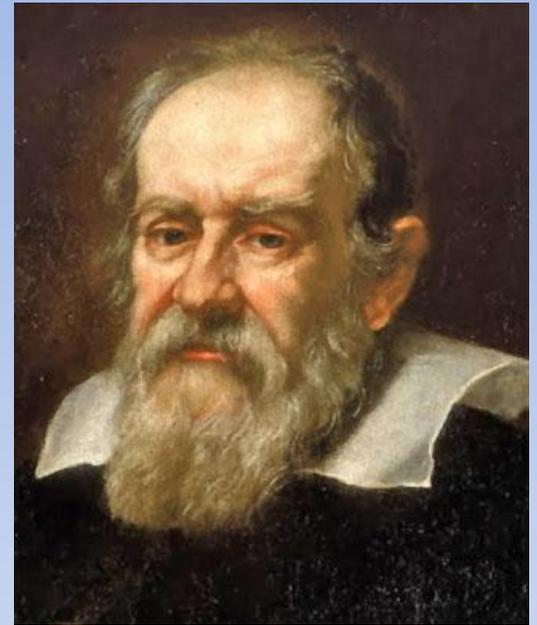
Специальная теория относительности

Лекция №6

План лекции

- 1. Принцип относительности Галилея.
- 2. Постулаты СТО.
- 3. Преобразования Лоренца. Следствия из преобразований Лоренца.
- 4. Интервал.
- 5. Релятивистская динамика.
- 6. Закон взаимосвязи массы и энергии.
- 7. Границы применимости классической механики.

1. Принцип относительности Галилея



**Галилео
Галилей**

(1564 -1642)

итальянский
философ,

математик, физик,
механик и астроном

**Принцип
относительности
Галилея:**

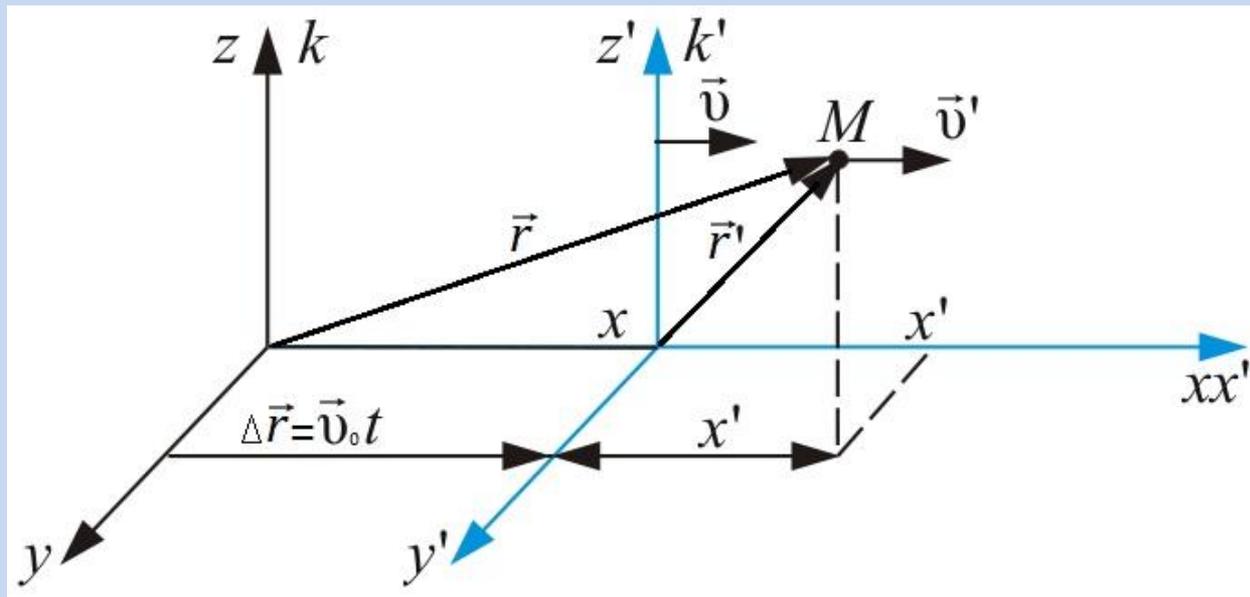
***Все законы механики
одинаковы во всех ИСО.***

Преобразования Галилея позволяют сделать переход из одной ИСО в другую. В его основе лежат две аксиомы:

аксиома 1 – ход времени одинаков во всех системах отсчета.

аксиома 2 – расстояния между двумя точками, а также размеры тела в любой системе отсчета (СО) не зависят от скорости ее движения.

Рассмотрим две ИСО:
 K – лабораторная
 (неподвижная) СО
 $Oxyz$
 K' - движущаяся СО
 $O'x'y'z'$



U_0 - скорость движения системы K' относительно системы K .

В начальный момент времени оси координат обеих СО совпадают.
 Пусть внутри системы K' находится некоторое тело M .

$$\vec{r} = \vec{r}' + \Delta \vec{r} = \vec{r}' + \vec{v}_0 t$$

$$\Delta \vec{r} = \vec{v}_0 t$$

$$\begin{cases} \vec{r} = \vec{r}' + \vec{v}_0 t \\ t = t' \end{cases}$$

Спроектируем на координатные

оси:

$$\begin{cases} x = x' + v_0 t \\ y = y' \\ z = z' \\ t = t' \end{cases} \quad (1)$$

ил
и

$$\begin{cases} x' = x - v_0 t \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = t \end{cases} \quad (2)$$

Системы уравнений (1) и (2) называются
преобразованиями Галилея.

Используя уравнения (1) и (2), можно перейти от описания движения тела в одной системе отсчета к другой системе отсчета.

Из **преобразований Галилея** вытекает **теорема** (закон) **сложения скоростей.**

Продифференцируем $\vec{r} = \vec{r}' + \vec{v}_0 t$ по

времени:

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r}'}{dt} + \vec{v}_0 \quad (v_0 = \text{const})$$

$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{v}_0$ теорема о сложении скоростей в классической механике

v - скорость движения точки в неподвижной ИСО K ; v' - скорость движения точки в движущейся ИСО K' ; v_0 - скорость движения системы K' относительно системы K .

В теоретической механике эту теорему записывают в $\vec{v}_{\text{абс}} = \vec{v}_{\text{отн}} + \vec{v}_{\text{пер}}$ виде

Продифференцируем полученное выражение по времени еще раз:

$$\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d\vec{v}'}{dt} + \frac{d\vec{v}_0}{dt} = \frac{d\vec{v}'}{dt} \quad \text{или} \quad \vec{a} = \vec{a}'$$

$$\vec{F} = m\vec{a}, \quad \text{значит} \quad \vec{F} = \vec{F}'$$

ИНВАРИАНТНЫЕ ВЕЛИЧИНЫ

Величины, не изменяющиеся при переходе от одной системы отсчета к другой, т. е. не зависящие от преобразований координат, называются инвариантными величинами или инвариантами преобразований.

- 1) ускорение
- 2) силы
- 3) масса
- 4) длина тела и т.д.

- **Принцип относительности Галилея:** законы механики одинаковы во всех инерциальных системах отсчета.
- Это значит, что в разных ИСО все механические процессы при одних и тех же условиях протекают одинаково.
- Инвариантными по отношению к преобразованиям Галилея, при переходе от одной ИСО к другой, оказываются также уравнения, вид которых не изменяется при таком переходе. Величины, входящие в эти уравнения, могут при переходе от одной СО к другой изменяться, однако формулы, выражающие связь $p = m\vec{v}$ между этими величинами, остаются неизменными.

$$\Delta E_k = A$$

- **принцип относительности Галилея:** уравнения механики инвариантны по отношению к преобразованиям Галилея.

2. Постулаты СТО

1-ый постулат СТО (принцип относительности Эйнштейна) является обобщением классического принципа относительности с механических на любые физические явления.

Первая формулировка. Никакими физическими опытами (механическими, электрическими, оптическими) проведенными в ИСО, нельзя доказать покоится эта система или движется равномерно и прямолинейно относительно другой ИСО.

Вторая формулировка. Все процессы в природе (механические, электрические, оптические) во всех ИСО протекают одинаково.

Эйнштейн показал, что **преобразования Галилея** должны быть заменены более общими **преобразованиями Лоренца**.

Третья формулировка. уравнения выражающие законы природы, инвариантны по отношению к преобразованиям Лоренца.

2-ой постулат СТО (принцип инвариантности скорости света). Скорость света в вакууме не зависит от скоростей движения источника и приемника света, и является максимально возможной скоростью движения в природе.

$$c = 3,00 \cdot 10^8 \text{ м/с}$$

Из второго постулата следует, что скорость света в вакууме является величиной инвариантной, т. е. она одинакова для всех направлений и во всех ИСО.

Скорость света является одной из важных физических постоянных и она в вакууме является предельной.

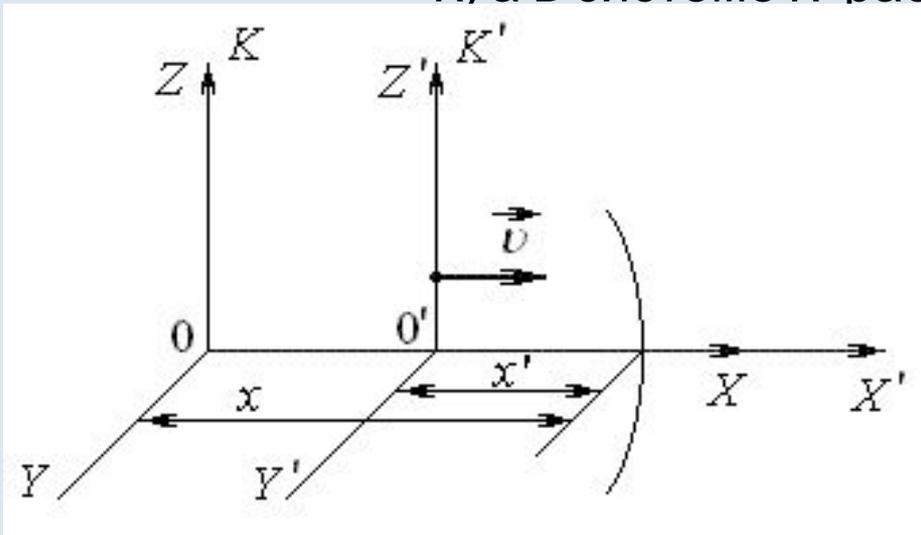
Опыты показали, что скорость любых тел и частиц, а также скорость распространения любых сигналов и взаимодействий не может превосходить скорости света.

Механика, описывающая движения с околосветовыми скоростями, называется **релятивистской механикой**.

Из **2-го постулата** следует, что время в различных системах отсчета течет по разному.

Существование предельной скорости приводит к тому, что пространство и время утрачивают приписывавшуюся им обособленность, т.е. независимость друг от друга.

Когда начала систем K и K' совпадали из общего начала излучена световая волна. Фронт волны за время t прошел расстояние x в системе K , а в системе K' расстояние x' за время t'



$$\left. \begin{array}{l} x = ct \\ x' = ct' \end{array} \right\} \begin{array}{l} \text{т. к. } x \neq x' \\ \text{то } t \neq t' \end{array}$$

Вывод:

Время в различных системах отсчета течет неодинаково, т. е. не является универсальным.

- В **СТО** пространство и время взаимосвязаны, образуя единое четырехмерное *пространство-время*.
- «Точечное» событие характеризуется четырьмя величинами — координатами x , y и z , указывающими, где оно произошло, и временем t — когда оно произошло.
- Значения этих четырех величин зависят от СО, в которой «наблюдаем» это событие.
- В четырехмерном пространстве (пространство—время) возьмем прямоугольную систему координат с осями x , y , z и ct . Тогда событие можно изобразить точкой, которую называют *мировой точкой*.
- С течением времени мировая точка изменяет свое положение в четырехмерном пространстве, описывая траекторию, которая называется *мировой линией*.
- Если частица неподвижна в обычном пространстве, ее мировая точка перемещается параллельно оси ct .
- При переходе к другой ИСО значения координат x , y , z , а также времени t изменяются и становятся равными x' , y' , z' и t' .

ПРОСТРАНСТВО

Классическая механика

Евклидовое –
трехмерное

$$M(x, y, z)$$

Время однородно,
пространство
однородно и
изотропно.

Время и пространство
отделены друг от
друга.

Релятивистская механика

Минковского –
четырёхмерное

$$M(x, y, z, ct)$$

Время однородно,
пространство
однородно и
изотропно.

Время и пространство
связаны друг с другом.



4x-мерный мир

3. Преобразования Лоренца.

Следствия из преобразований Лоренца.

- А) Относительность одновременности событий.
- Б) Длина тел в разных системах отсчета.
- В) Промежуток времени между событиями.
- Г) Релятивистский закон сложения скоростей.

ПРЕОБРАЗОВАНИЯ ЛОРЕНЦА

В релятивистской механике преобразования координат Галилея заменяются на **преобразования координат Лоренца**.

$$\left\{ \begin{array}{l} x' = \frac{x - v_0 t}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \frac{t - \frac{v_0 x}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} \end{array} \right.$$

(3)

$$\left\{ \begin{array}{l} x = \frac{x' + v_0 t'}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} \\ y = y' \\ z = z' \\ t = \frac{t' + \frac{v_0 x'}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} \end{array} \right.$$

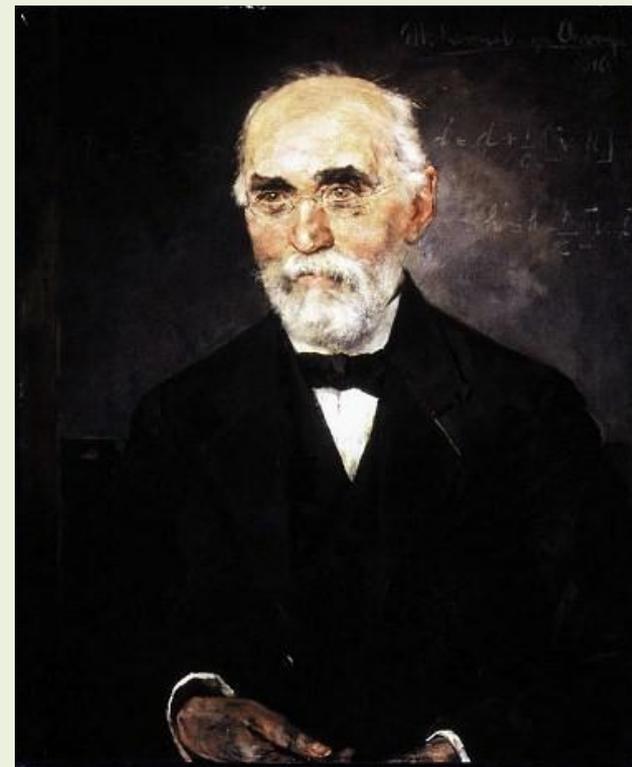
(4)

Иногда для упрощения записи вводят
релятивистский множитель

$$\beta = \frac{v_0}{c}$$

Если $v_0 \ll c$ ($\beta \ll 1$), то
преобразования Лоренца
переходят в преобразования
Галилея.

**Из преобразований Лоренца
можно получить ряд
следствий.**



**Хéндрик Антóн
Лóренц**
(1853 — 1928)
нидерландский
физик.

А) ОТНОСИТЕЛЬНОСТЬ ОДНОВРЕМЕННОСТИ СОБЫТИЙ

Пусть в системе K в двух разных точках с координатами x_1 и x_2 ($x_1 \neq x_2$) в один и тот же момент времени ($t_1 = t_2$) происходят два события.

$$t'_1 = \frac{t_1 - \frac{v_0 x_1}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} \quad t'_2 = \frac{t_2 + \frac{v_0 x_2}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}$$

$$t'_2 - t'_1 = \frac{t_2 - t_1 + \frac{v_0^2}{c^2}(x_1 - x_2)}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} = \frac{\frac{v_0^2}{c^2}(x_1 - x_2)}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} \neq 0$$

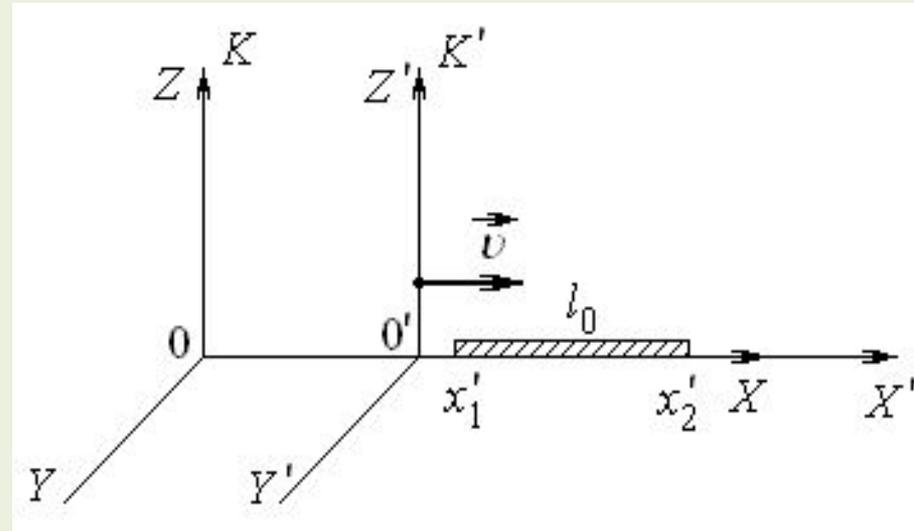
События, одновременные в системе K , в системе K' оказываются неодновременными, т. е. одновременность событий – относительна.

Вывод:

**Время – инвариантная
величина**

Б) РЕЛЯТИВИСТСКОЕ ИЗМЕНЕНИЕ ДЛИНЫ

Пусть в системе K' покоится стержень длиной $l_0 = x_2' - x_1'$ (собственная длина тела).



Длина стержня в системе K равна

$$l = x_2 - x_1,$$

где x_1 и x_2 — координаты концов стержня в системе K , измеренные в один и тот же момент времени ($t_1 = t_2$).

Используем прямые преобразования координат:

$$x_1' = \frac{x_1 - vt}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} \quad \text{и} \quad x_2' = \frac{x_2 - vt}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

Тогда

$$l_0 = x_2' - x_1' = \frac{x_2 - x_1 + v_0 t_1 - v_0 t_2}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} = \frac{x_2 - x_1}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} = \frac{l}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}$$

РЕЛЯТИВИСТСКОЕ ИЗМЕНЕНИЕ ДЛИНЫ

$$l_0 = \frac{l}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

Это и есть релятивистское изменение длины -

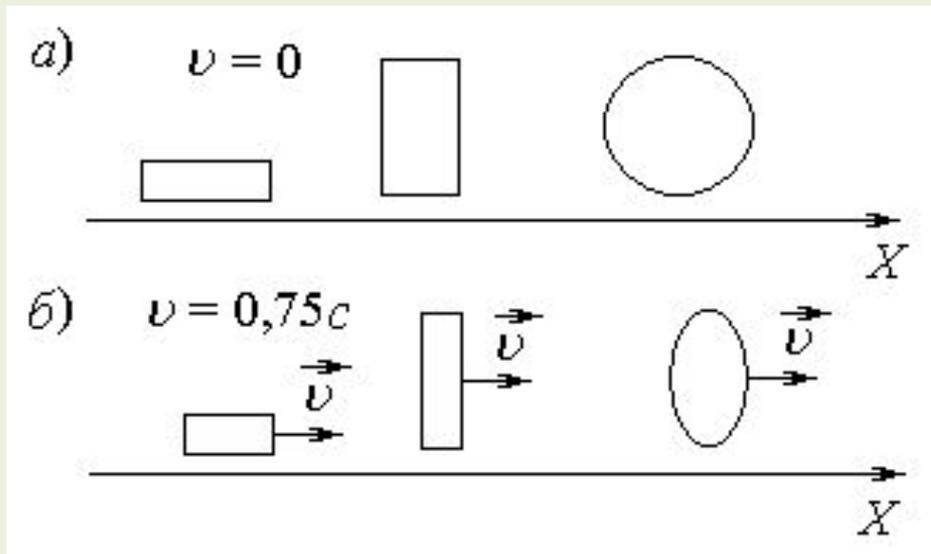
$$l = l_0 \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}$$

Его также называют

лоренцевым сокращением длины

РЕЛЯТИВИСТСКОЕ ИЗМЕНЕНИЕ ДЛИНЫ

Размеры тела относительно неподвижной СО
сокращаются только в направлении движения
относительно неподвижной системы отсчета.



а) тела
неподвижные;

б) тела движутся со
скоростью U

СЛЕДСТВИЯ

1° $v \ll c$, то $\frac{v}{c} \rightarrow 0$ и $l = l_0$ – классическая физика

2° $v \sim c$, то $\frac{v}{c} \rightarrow 1$ и $\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} < 1$, тогда $l < l_0$

Вывод:

Линейные размеры тела максимальны в той ИСО, относительно которой тело покоится.

В) Промежуток времени между событиями (ДЛИТЕЛЬНОСТЬ СОБЫТИЙ)

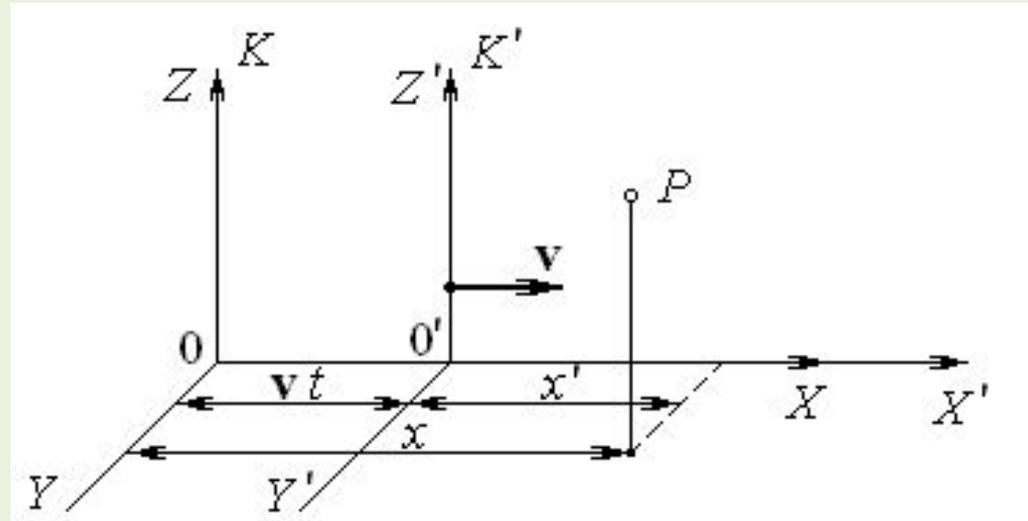
Пусть в системе K' в одной и той же точке ($x_2' = x_1' = x'$) происходит некое событие длительностью $\tau' = t_2' - t_1'$.

τ' - собственное время

Найдем длительность τ этого события в системе K :

$$\tau = t_2 - t_1$$

Используем обратные преобразования времени:



$$t_2 = \frac{t_2' + \frac{vx_2'}{c^2}}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

И

$$t_1 = \frac{t_1' + \frac{vx_1'}{c^2}}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

$$\tau = t_2 - t_1 = \frac{t_2' + \frac{v_0 x_1'}{c^2} - t_1' - \frac{v_0 x_2'}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} = \frac{t_2' - t_1'}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} = \frac{\tau'}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}$$

Получаем:

$$\tau = \frac{\tau'}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}$$

$$\tau > \tau'$$

Длительность события минимальна в той ИСО, относительно которой тело покоится.

РЕЛЯТИВИСТСКОЕ ИЗМЕНЕНИЕ ПРОМЕЖУТКОВ ВРЕМЕНИ

Выводы:

1° $v \ll c$ и $\frac{v}{c} \rightarrow 0$, то $\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} \rightarrow 1$, тогда
– классическая физика
 $\tau = \tau'$

2° $v \sim c$ и чем больше скорость v ,
тем
 $\tau > \tau'$

3° Неподвижному наблюдателю процессы в движущейся СО кажутся замедленными.

4) РЕЛЯТИВИСТСКИЙ ЗАКОН СЛОЖЕНИЯ СКОРОСТЕЙ

Запишем преобразования Лоренца в дифференциалах:

$$dx = \frac{dx' + v_0 dt}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}$$

$$dy = dy'$$

$$dz = dz'$$

$$dt = \frac{dt' + \frac{v_0}{c^2} dx'}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}$$

Разделим dx , dy и dz на dt :

$$\frac{dx}{dt} = v_x = \frac{dx' + v_0 dt'}{dt' + \frac{v_0}{c^2} dx'} = \frac{dt' \left(\frac{dx'}{dt'} + v_0 \right)}{dt' \left(1 + \frac{v_0}{c^2} \frac{dx'}{dt'} \right)} = \frac{v'_x + v_0}{1 + \frac{v_0}{c^2} v'_x}$$

$$\frac{dy}{dt} = v_y = \frac{dy' \sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}{dt' + \frac{v_0}{c^2} dx'} = \frac{dt' \left(\frac{dy'}{dt'} \right) \sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}{dt' \left(1 + \frac{v_0 v'_x}{c^2} \right)} = \frac{v'_y \sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}{1 + \frac{v_0 v'_x}{c^2}}$$

$$\frac{dz}{dt} = v_z = \frac{dz' \sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}{dt' + \frac{v_0}{c^2} dx'} = \frac{dt' \left(\frac{dz'}{dt'} \right) \sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}{dt' \left(1 + \frac{v_0 v'_x}{c^2} \right)} = \frac{v'_z \sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}{1 + \frac{v_0 v'_x}{c^2}}$$

Получае

М:

$$\left\{ \begin{array}{l} v_x = \frac{v'_x + v_0}{1 + \frac{v_0 v'_x}{c^2}} \\ v_y = \frac{v_y \sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}{1 + \frac{v_0 v'_x}{c^2}} \\ v_z = \frac{v'_z \sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}{1 + \frac{v_0 v'_x}{c^2}} \end{array} \right.$$

Релятивистская теорема о сложении скоростей

СЛЕДСТВИЯ

1°

тогда

Если

$$v_0 \ll c$$

получаем

$v_x = v'_x + v_0$ – классический закон сложения скоростей

2° Пусть частица (фотон, нейтрино) движется в СО K' со скоростью $v'_x = c$, то

$$v_x = \frac{c + v_0}{1 + \frac{v_0 c}{c^2}} = \frac{c(c + v_0)}{c + v_0} = c$$

Если частица движется относительно ИСО со скоростью света c , то относительно любой другой ИСО она также движется со скоростью c , что подтверждает 2-ой постулат СТО.

4. Интервал

- В обычном пространстве расстояние Δl между двумя точками определяется выражением:

$$\Delta l = \sqrt{\Delta x^2 + \Delta y^2 + \Delta z^2}$$

- Это расстояние не зависит от выбора системы координат, т.е. является инвариантной величиной. При переходе к другой координатной системе изменяются величины Δx , Δy и Δz , однако эти изменения таковы, что расстояние Δl остается одним и тем же.

- Расстояние между двумя мировыми точками называется **интервалом** между событиями и определяется выражением:

$$\Delta s = \sqrt{c^2 \Delta t^2 - \Delta x^2 - \Delta y^2 - \Delta z^2}$$

- Покажем, что **интервал** между двумя событиями одинаков во всех ИСО, т.е. он **является инвариантной величиной**.
- Интервал Δs является аналогом расстояния Δl между точками в обычном пространстве.
- С учетом формулы для Δl выражение для интервала можно написать в виде:

$$\Delta s = \sqrt{c^2 \Delta t^2 - \Delta l^2}$$

- где Δl – расстояние между точками обычного пространства, в которых произошли два события.

- Допустим, что рассматриваются события, происходящие с одной и той же частицей. Тогда отношение $\Delta l / \Delta t$ дает скорость частицы v . Поэтому, вынеся из-под корня $c\Delta t$, получим:

$$\Delta s = c\Delta t \sqrt{1 - \left(\frac{\Delta l}{c\Delta t}\right)^2} = c\Delta t \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

- Согласно выражению

$$\Delta \tau = \Delta t \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

- $\Delta \tau$ - промежуток собственного времени частицы между событиями.
- Таким образом, приходим к соотношению:

$$\Delta s = c\Delta \tau$$

- c – скорость света в вакууме, **постоянная величина**;
- $\Delta \tau$ - промежуток собственного времени частицы между событиями является **инвариантной величиной**.
- Следовательно, **интервал Δs** также является **инвариантной величиной**.

5. Релятивистская динамика

МАССА

$m \neq \text{const}$

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

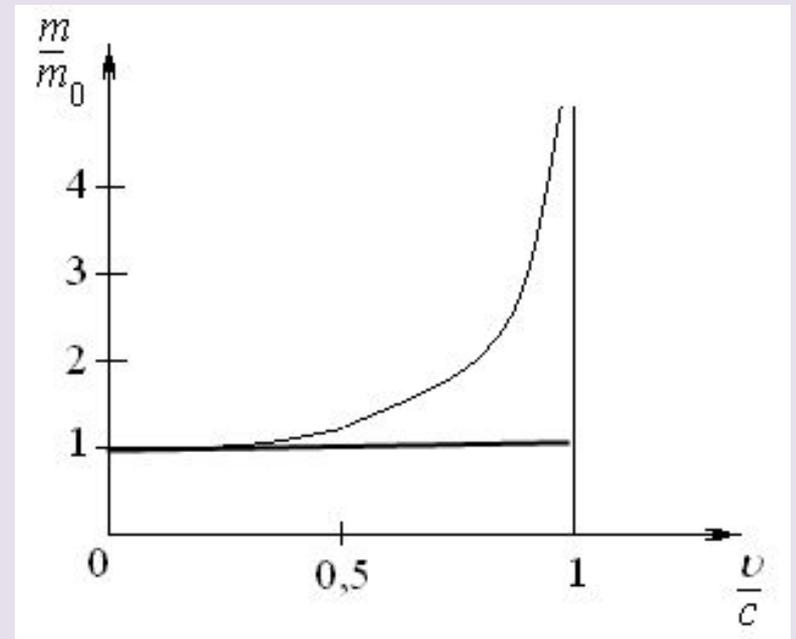
m_0 – масса покоя

m – релятивистская масса (масса движущегося тела)

v – скорость частицы

Вывод:

Масса одной и той же частицы различна в разных инерциальных системах отсчета.



- Из принципа **относительности Эйнштейна** следует, что математическая запись любого закона физики должна быть одинаковой во всех ИСО, т.е. следует условие **инвариантности** уравнений физических законов относительно **преобразований Лоренца**.

- Основной закон классической динамики Ньютона для материальной точки

$$\boxed{\vec{a} = \frac{\vec{F}}{m}} \quad \text{или} \quad m\vec{a} = m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F}$$

- в котором масса m точки считается постоянной и одинаковой во всех ИСО. Данное уравнение оказывается неинвариантным к преобразованиям Лоренца. Следовательно, эта запись закона не может служить основой релятивистской динамики.
- Вторая запись основного закона динамики Ньютона

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

- оказывается инвариантной по отношению к преобразованиям Лоренца, если в нем справа стоит производная по времени **от релятивистского импульса**.

- Основной закон релятивистской динамики материальной точки имеет вид

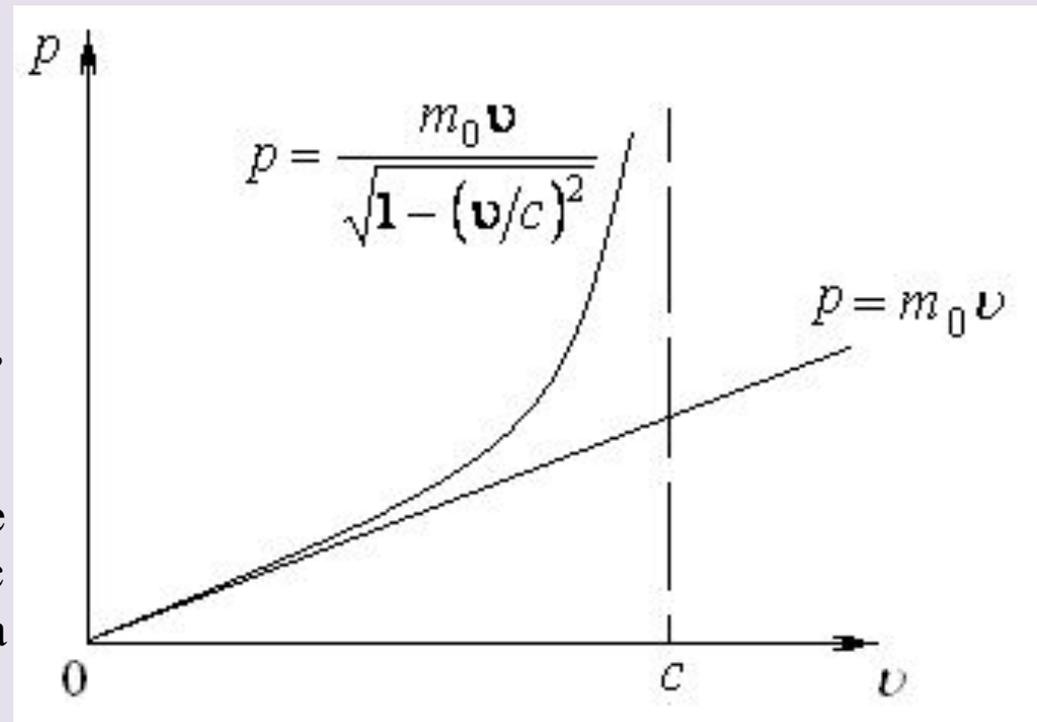
$$\boxed{\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m_0 \vec{v})}{dt \left(\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}} \right)}} \quad \text{или} \quad \boxed{\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}}$$

- где

$$\boxed{\vec{p} = \frac{m_0 \vec{v}}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}}$$

- релятивистский импульс м.т.

Следует учитывать, что ни импульс, ни сила в СТО **не являются инвариантными величинами**. В общем случае движения м.т. ее ускорение может не совпадать с направлением силы действующей на эту м.т.



- В релятивистской механике в силу однородности пространства выполняется **закон сохранения релятивистского импульса**:

релятивистский импульс в замкнутой системы сохраняется, т.е. не изменяется с течением времени.

- *Примечание.*

- Для тел движущихся со скоростями, близкими к скорости света c , необходимо использовать только релятивистское выражение для импульса.

- Следствия:

- 1° при $v \ll c$, $m \approx m_0$;
- 2° при $v \rightarrow c$ масса m неограниченно возрастает.

Со скоростью $v = c$ движутся частицы, масса покоя которых $m_0 = 0$. Для других тел $v \rightarrow c$, $v \neq c$.

- 3° при $v \ll c$, основной закон релятивистской динамики переходит во второй закон Ньютона. Следовательно, законы классической механики получаются как следствие теории относительности для предельного случая $v \ll c$.

6. Закон взаимосвязи массы и энергии

закон взаимосвязи массы и энергии

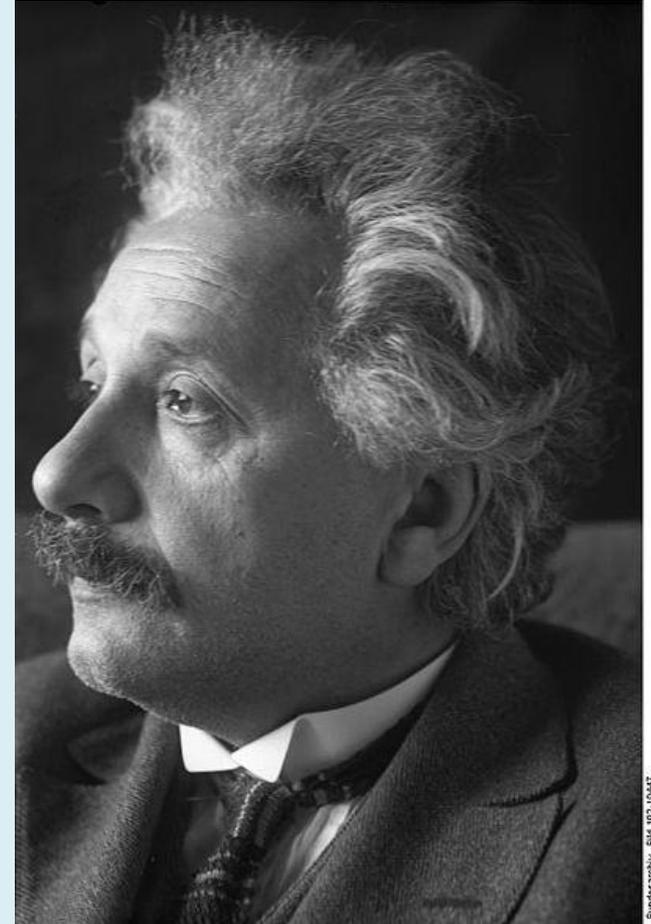
Уравнение $E = mc^2$ используется при изучении строения атома и в ядерной физике, при ознакомлении с устройством и работой ядерных энергетических установок.

Следует отметить, что именно на основании этой формулы было установлено существование огромных запасов ядерной энергии и намечены пути ее «высвобождения».

АЛЬБЕРТ ЭЙНШТЕЙН

(1879 — 1955) — один из основателей современной теоретической физики, лауреат Нобелевской премии по физике 1921 года. Он разработал несколько значительных физических теорий:

- СТО (1905). В её рамках — ~~закон~~^{закон}² взаимосвязи массы и энергии
- Общая теория относительности (1907-1916)
- Квантовая теория фотоэффекта и теплоемкости и т.д.



$E_0 = m_0 c^2$ - энергия покоя тела.

$W_k = E - E_0$ - кинетическая энергия тела

$$W_k = mc^2 - m_0 c^2 = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} - m_0 c^2 = m_0 c^2 \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} - 1 \right)$$

$$W_k = m_0 c^2 \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} - 1 \right)$$

- релятивистская кинетическая энергия.

Рассмотрим движение со скоростями $u_0 \ll c$.

Используем известное из математики приближение:

$$\frac{1}{\sqrt{1-x}} \approx 1 + \frac{1}{2}x$$

$$x \rightarrow 0$$

$$\text{где } x = \frac{v_0^2}{c^2} \rightarrow 0$$

Отсюда следует

$$W_k = m_0 c^2 \left(1 + \frac{1}{2} \frac{v_0^2}{c^2} - 1 \right) = \frac{m_0 c^2 v_0^2}{2c^2} = \frac{m_0 v_0^2}{2}$$

Вывод:

При движении с малыми скоростями ($u_0 \ll c$) формулы релятивистской механики переходят в формулы классической механики. Таким образом, классическая механика является частным случаем релятивистской механики.

Возведем в квадрат выражение $E = mc^2$:

$$E^2 = m^2 c^4 = \frac{m_0^2 c^4}{1 - \frac{v_0^2}{c^2}} = \frac{m_0^2 c^4 \left[\left(1 - \frac{v_0^2}{c^2} \right) + \frac{v_0^2}{c^2} \right]}{1 - \frac{v_0^2}{c^2}} = m_0^2 c^4 + \frac{m_0^2 c^4 v_0^2}{c^2 \left(1 - \frac{v_0^2}{c^2} \right)} =$$
$$= m_0^2 c^4 + m^2 c^2 v_0^2 = m_0^2 c^4 + pc^2$$

Извлечем квадратный корень

$$E = c \sqrt{m_0^2 c^2 + p^2}$$

- связь полной энергии с релятивистским импульсом.

Инвариантные и неинвариантные величины в СТО

Неинвариантные	Инвариантные
1. Траектория.	1. Скорость света в вакууме.
2. Радиус-вектор.	2. Скорость частиц, не обладающих массой покоя.
3. Скорость тел, обладающих массой покоя.	3. Масса покоя.
4. Импульс.	4. Собственная длина тела.
5. Релятивистская масса.	5. Собственное время.
6. Сила.	6. Электрический заряд
7. Момент импульса.	7. Причина и следствие.
8. Энергия.	8. Интервал
9. Одновременность событий.	
10. Длительность событий и ход времени.	
11. Длина.	

7. Границы применимости классической механики

- Законы ньютоновской механики не допускают существование частиц с нулевой массой. Такие частицы под действием ничтожно малой силы получали бы бесконечно большое ускорение.
- Существование частиц с $m = 0$ не противоречит законам релятивистской механики.

$$p = \frac{m_0 v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

- Согласно формуле

- частица с $m = 0$ может обладать отличным от нуля импульсом лишь в том случае, если $v = c$, то в формуле для релятивистского импульса отношение $0/0$ представляет собой неопределенность, которая может равняться конечному числу. Таким образом, частицы с нулевой массой могут существовать, только двигаясь со скоростью света c .
- Для такой частицы справедливо соотношение

$$p = \frac{E}{c}$$

- К частицам с нулевой массой принадлежит **фотон**.

- Область, в которой ньютоновская механика оказывается справедливой, ограничена релятивистскими и квантовыми эффектами.
- Скорости движений, с которыми мы имеем дело в повседневной жизни и в технике, настолько малы по сравнению со скоростью света, то применительно к этим движениям ньютоновскую механику можно считать практически строгой. При скорости $v = 0,1c$ отличие импульса, вычисленного по формуле

$$p = \frac{m_0 v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

- от ньютоновского импульса составляет всего лишь 0,5 %.
- В мире элементарных частиц скорости, близкие к скорости света, оказываются обычным явлением. Поэтому к этим частицам ньютоновская механика неприменима.

- Согласно квантовой механике все материальные объекты (частицы) обладают **волновыми свойствами**. Поэтому они не могут одновременно характеризоваться точными значениями координаты (например, x) и соответствующей компонентой импульса (т. е. p_x).

- Предел точности определяется **соотношением неопределенностей Гейзенберга**:

$$\Delta x \cdot \Delta p_x \geq \hbar$$

- где Δx – неопределенность координаты, Δp_x – неопределенность x -компоненты импульса,
- $\hbar = \frac{h}{2\pi} = 1,05 \cdot 10^{-34}$ Дж · с - постоянная Планка.
- Заменяя импульс произведением массы на скорость, получим соотношение

$$\Delta x \cdot \Delta v_x \geq \frac{\hbar}{m}$$

Понятие траектории применимо только к «классической» частице, к которой можно приписать в каждый момент времени точные значения координаты и скорости. Из соотношения неопределенностей видно, что чем меньше масса частицы, тем менее определенными делаются ее координата и скорость и, следовательно, менее применимым оказывается понятие траектории. Для макроскопических тел неопределенность координаты и скорости не превосходят практически достижимой точности измерений этих величин, вследствие чего к таким телам понятие траектории применимо без всяких оговорок.