

Омский государственный технический университет

Кафедра физики

Калистратова Л.Ф.

Электронные лекции по разделам классической и релятивистской механики

6 лекций

(12 аудиторных часов)

Тема 6.

СПЕЦИАЛЬНАЯ ТЕОРИЯ ОТНОСИТЕЛЬНОСТИ

План лекции

- 6.1. Механический принцип относительности Галилея.
- 6.2. Экспериментальные основы специальной теории относительности.
- 6.3. Постулаты Эйнштейна.
- 6.4. Преобразования Лоренца.
- 6.5. Следствия из преобразований Лоренца.
- 6.6. Пространственно-временной интервал.
- 6.7. Релятивистская динамика.
- 6.8. Взаимосвязь массы и энергии.

6.1. Механический принцип относительности Галилея

Теория относительности родилась при попытках ответить на вопросы:

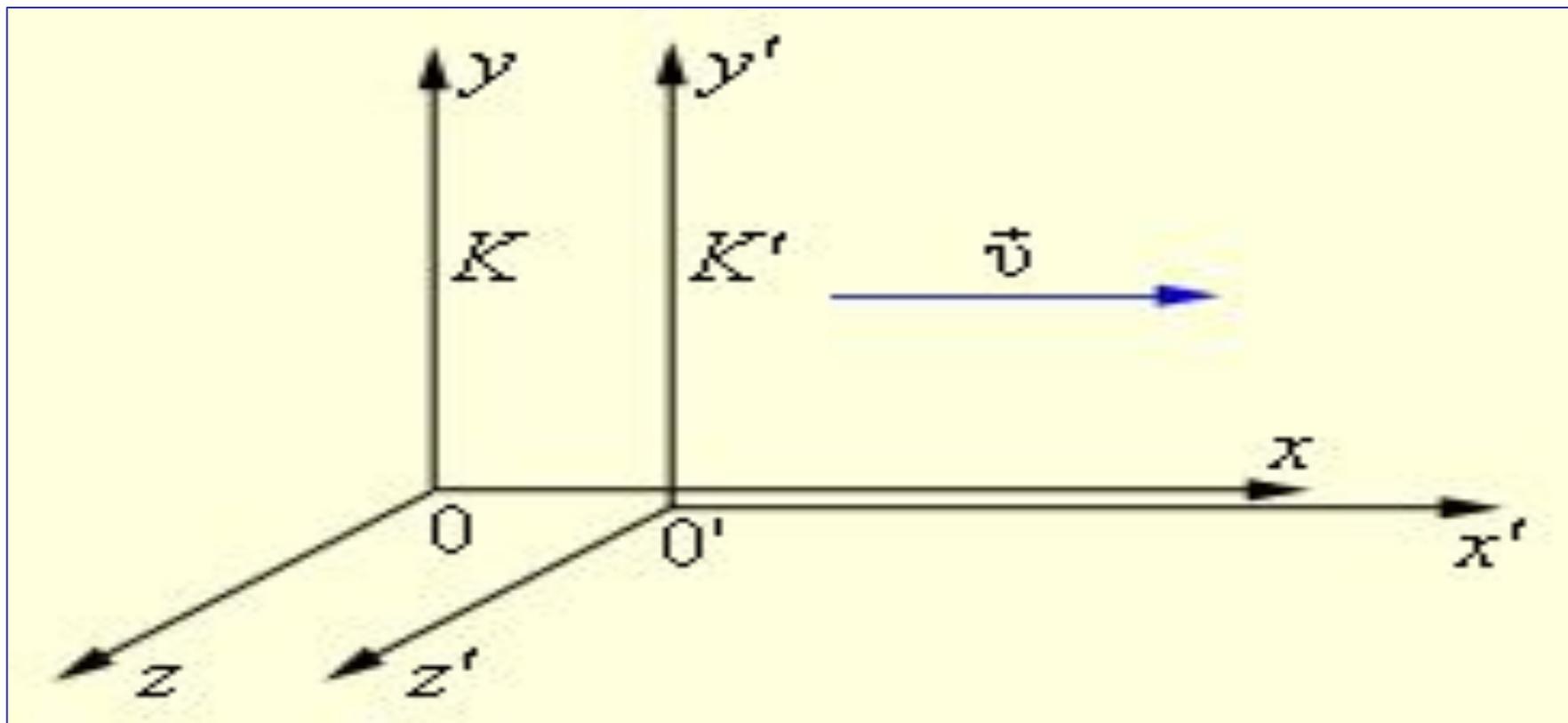
1. Нельзя ли придать понятию скорости абсолютное значение?
2. Существует ли в природе какая-либо абсолютно неподвижная система отсчета?

Вначале рассмотрим как решался этот вопрос в рамках классической механики.

Пусть имеется две ИСО - K и K' .

Система K - неподвижна.

Система K' – движется поступательно с постоянной скоростью вдоль оси X .



В начальный момент времени начала координат обеих систем и направления соответствующих осей совпадают.

Обе системы снабжены **синхронизированными часами**.

Осуществим переход координат от одной ИСО к другой.

По классической механике **время абсолютно**: часы, связанные с системами **K** и **K'**, всегда будут показывать одно и то же время: **$t = t'$** .

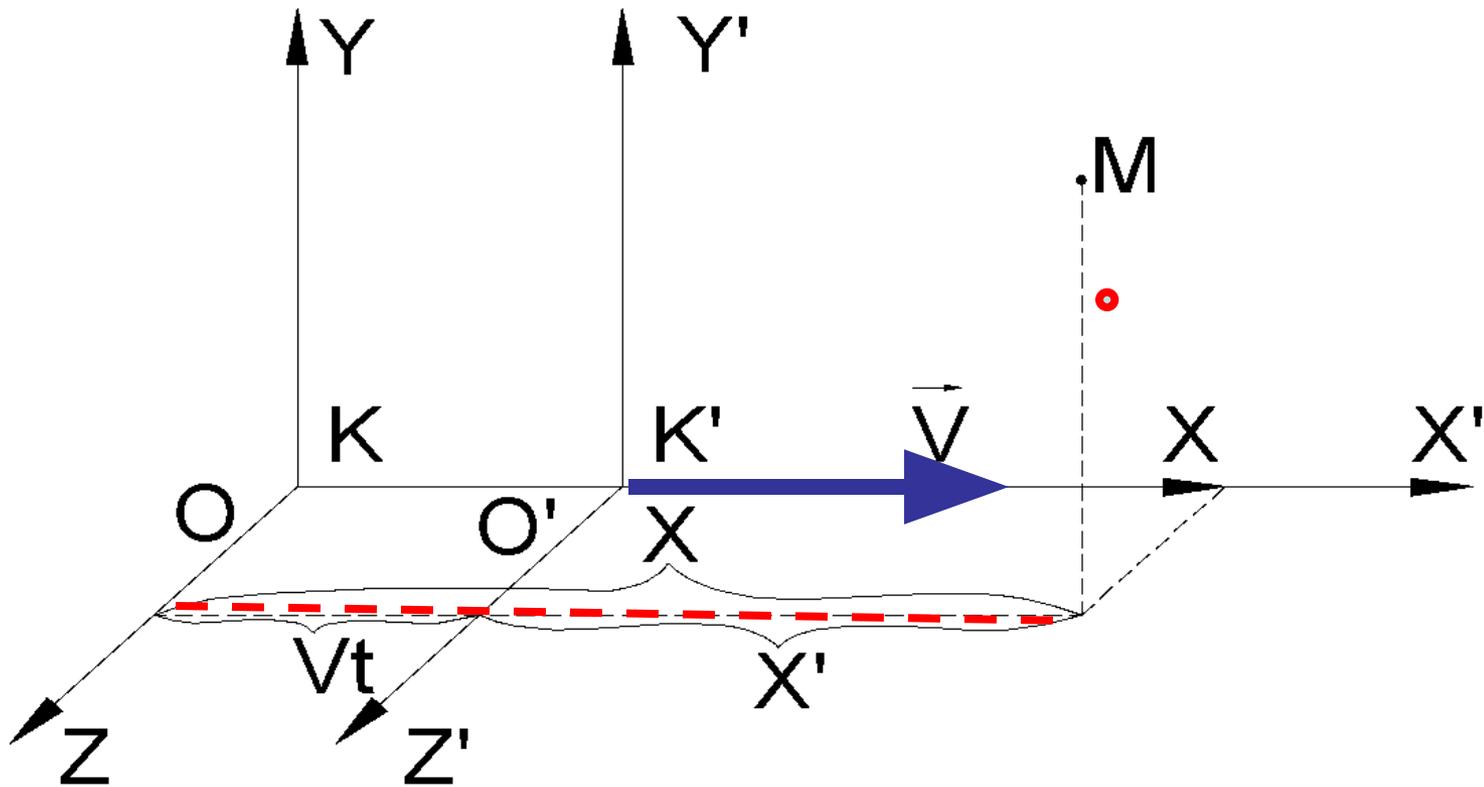
Вычислим координаты одной и той же материальной точки **M** в системах **K** и **K'**.

Пусть в системе K в момент времени t координаты точки M - x, y, z .

В системе K' в момент $t' = t$ её координаты соответственно x', y', z' .

Отличаться будут только **иксовые** координаты точки M

Преобразования Галилея – преобразования координат и времени, в основу которых положены классические свойства пространства и времени.



$$X = X' + Vt$$

Преобразования координат и времени Галилея

$$K' \rightarrow K$$

$$K \rightarrow K'$$

$$\left\{ \begin{array}{l} x = x' + Vt \\ y = y' \\ z = z' \\ t = t' \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l} x' = x - Vt \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = t \end{array} \right.$$

Преобразования Галилея:

- линейны относительно времени,
- координаты и время не зависят друг от друга.

Классический закон сложения скоростей

Пусть точка M движется вдоль оси X системе K' со скоростью v' .

Система K движется относительно K' со скоростью V вдоль оси X .

Определим скорость точки M относительно системы K -

$v = ?$

Проекции скорости на соответствующие оси равны производным от координат по времени:

$$\frac{dx}{dt} = v_x \quad \frac{dy}{dt} = v_y \quad \frac{dz}{dt} = v_z$$

По условию:

$$v_y = 0$$

$$v_z = 0$$

$$v_x \neq 0$$

$$K' \rightarrow K$$

$$K \rightarrow K'$$

$$\begin{cases} v_x = v_x' + V \\ v_y = v_y' \\ v_z = v_z' \end{cases}$$

$$\begin{cases} v_x' = v_x - V \\ v_y' = v_y \\ v_z' = v_z \end{cases}$$

**Классический закон
сложения скоростей:**

$$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{V}$$

$$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{V}$$

Вычислим производные по времени от проекций скорости. Поскольку $\vec{V} = \text{const}$, то

$$\frac{d\vec{V}}{dt} = 0$$

Следовательно:

$$\begin{cases} a_x = a_x' \\ a_y = a_y' \\ a_z = a_z' \end{cases}$$

Ускорение тела одинаково во всех ИСО:

$$\vec{a} = \vec{a}'$$

Второй закон Ньютона

Классическая механика постулирует, что масса тела во всех системах отсчёта одинакова и не зависит от скорости: $m = m'$, следовательно, $m\ddot{\mathbf{a}} = m'\ddot{\mathbf{a}'}$

Тогда $\ddot{\mathbf{F}} = \ddot{\mathbf{F}'}$.

Второй закон Ньютона в движущейся системе K' имеет точно такой же вид, как и в неподвижной системе K .

$$\ddot{\mathbf{a}}' = \frac{\ddot{\mathbf{F}'}}{m}$$

$$\ddot{\mathbf{a}} = \frac{\ddot{\mathbf{F}}}{m}$$

Уравнение динамики (в любой из 3-х форм)
ковариантно относительно преобразований
Галилея.

Инвариантные величины

Инвариантными называются величины, которые не изменяются при переходе из одной ИСО в другую.

В классической механике такими величинами являются:

- время,
- масса,
- ускорение,
- сила,
- длина.

Ковариантными называются уравнения, вид которых не изменяется при переходе из одной ИСО в другую.

Механический принцип относительности

Равномерное прямолинейное движение системы отсчёта:

- не влияет на ход механических процессов;
- его невозможно обнаружить механическими опытами.

Механический принцип относительности Галилея формулируется: никакими механическими опытами, проведенными внутри ИСО, невозможно установить покоится эта система отсчёта или движется прямолинейно и равномерно.

Из принципа относительности Галилея следует, что в рамках классической механики **понятие скорости не может иметь абсолютного смысла.**

Бессмысленно ставить вопрос: «какова же (на самом деле) скорость точки М: v или v' ?».

Обе координатные ИСО совершенно **равноправны**, ни одна из них не может быть выделена как преимущественная, в которой понятию скорости можно придать абсолютный смысл.

Физический смысл имеет лишь понятие относительной скорости: скорости одних систем отсчёта или тел по отношению к другим системам отсчёта или телам.

6.2. Экспериментальные основы специальной теории относительности

Нет ли возможности придать понятию скорости абсолютный смысл, выйдя за рамки классической механики?

В конце XIX века были предприняты попытки обнаружить абсолютное движение тел немеханическими опытами (например, оптическими).

Поводом к тому послужила **проблема мирового эфира.**

К концу XIX века начали накапливаться опытные факты, которые вступили в противоречие с законами классической механики.

Большие затруднения возникли при попытках применить механику Ньютона к объяснению распространения света.

В XVII веке Гюйгенс создал **волновую теорию света**.

Она основывалась на представлении о существовании **эфира** – некой субстанции, заполняющей всё пространство и пронизывающей все тела.

В XIX веке Максвелл создал **электромагнитную теорию света**.

Она основывалась на представлении об **электромагнитном эфире** – всепроницающей среде, поперечные колебания которой и есть свет.

Если существует **неподвижный эфир**, то связанная с ним система отсчёта будет особой, привилегированной, абсолютной.

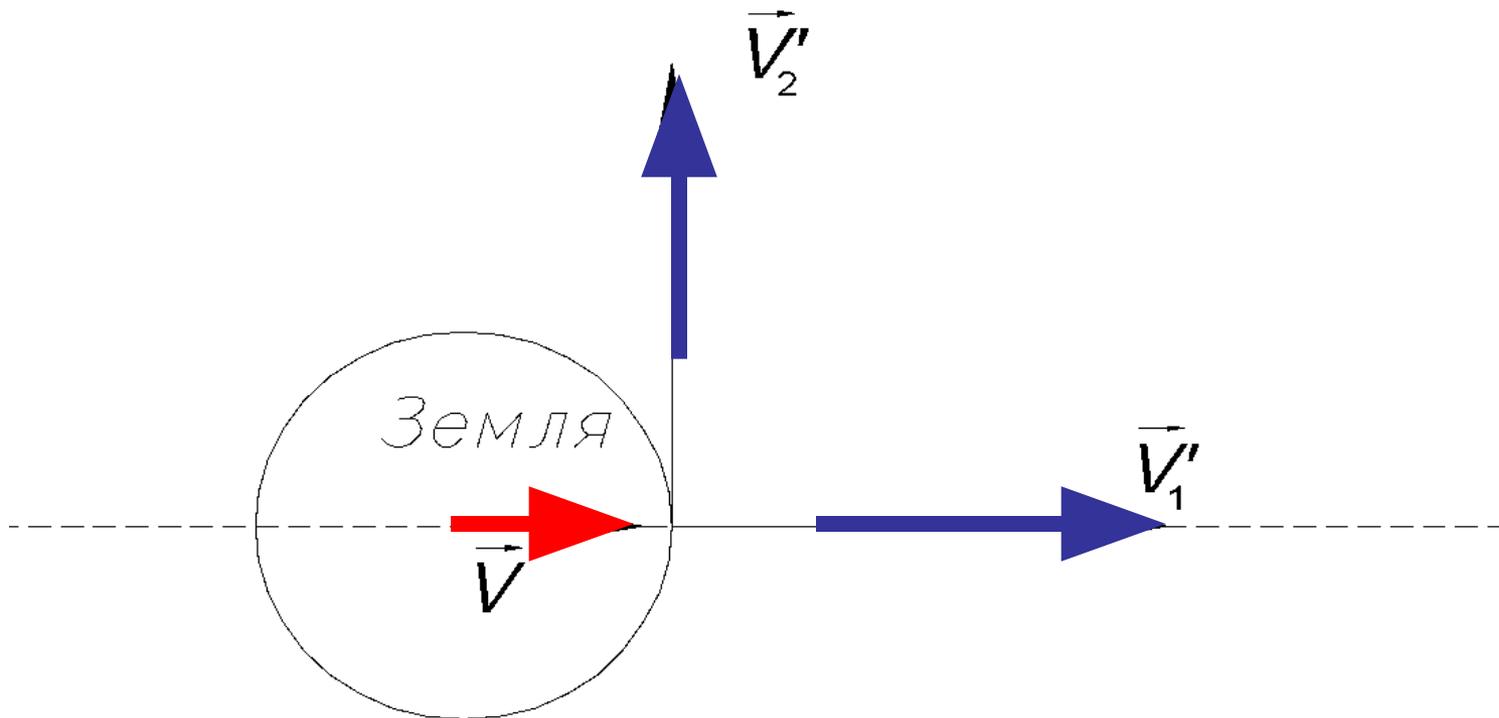
Тогда **движение тел относительно эфира** – **абсолютное движение**.

А. Майкельсон в 1881 году, а затем в 1887 году совместно с Э. Морли (оба – американские физики) пытался обнаружить движение Земли относительно эфира («эфирный ветер») с помощью опыта по интерференции света.

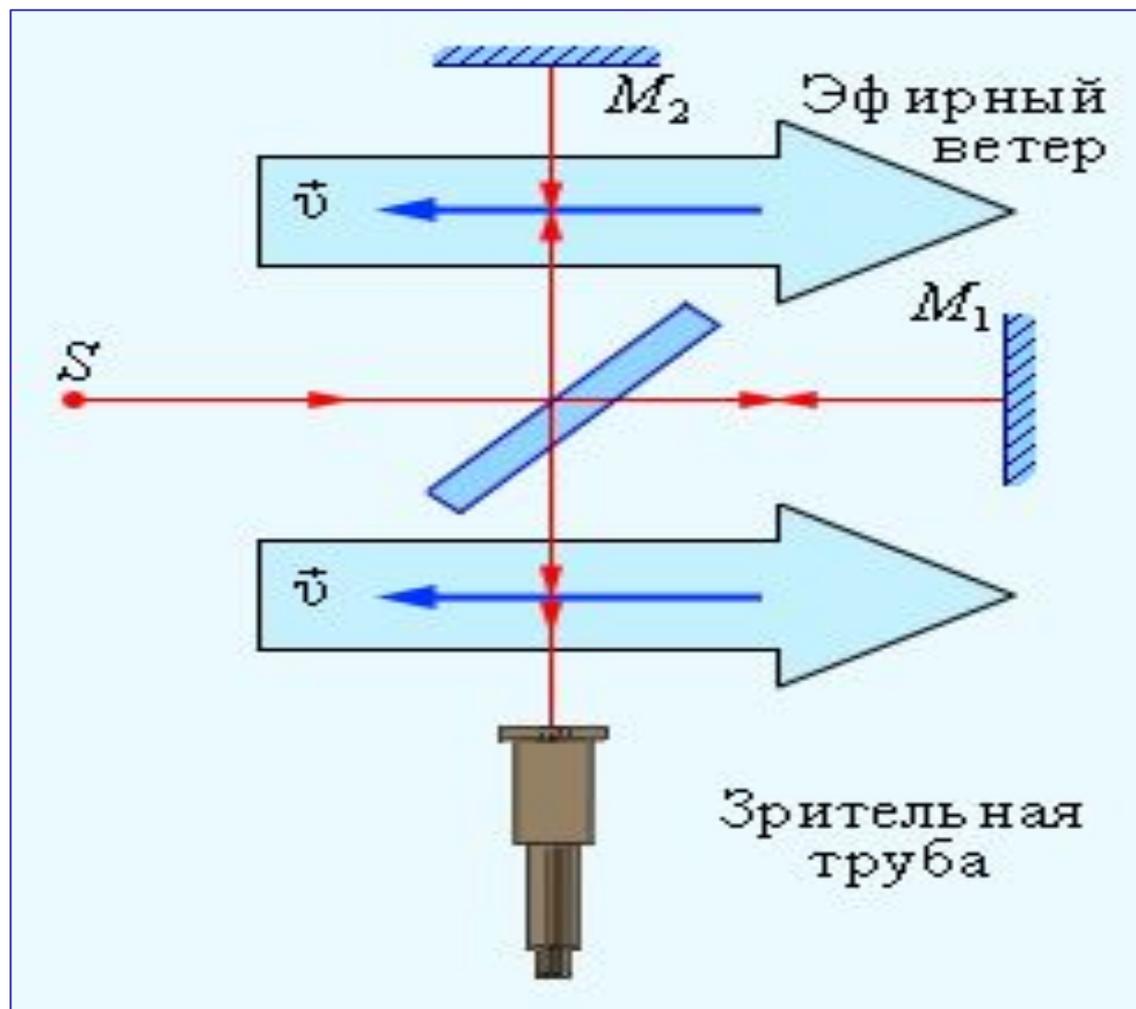
Они пытались определить **абсолютную скорость Земли** при её движении вокруг Солнца.

Идея их опыта заключалась в следующем:

- **один луч посылался в направлении орбитального движения Земли,**
- **другой – перпендикулярно к этому направлению.**



Упрощенная схема опыта Майкельсона–Морли



В этом опыте одно из плеч **интерферометра Майкельсона** устанавливалось параллельно направлению орбитальной скорости Земли ($V = 30 \text{ км/с}$).

Затем прибор поворачивался на 90° , и второе плечо интерферометра оказывалось ориентированным перпендикулярно направлению орбитальной скорости.

Расчеты показывали, что если бы неподвижный эфир существовал, то при повороте прибора **интерференционные полосы** должны были сместиться на некоторое расстояние.

Исходя из классических представлений, в **направлении орбитального движения Земли** скорость света должна быть равна

$$v_1' = c - V,$$

так как эфир движется навстречу Земле.

В перпендикулярном к орбите направлении источник света неподвижен: скорость света должна быть равна

$$v_2' = c.$$

Опыт Майкельсона–Морли дал отрицательный результат:

$$v'_1 = v'_2 = c$$

Анализ результатов опыта Майкельсона–Морли и ряда других экспериментов позволил сделать вывод о том, что **представления об эфире** как среде, в которой распространяются световые волны, **ошибочны**.

Следовательно, **для света не существует избранной (абсолютной) системы отсчета**.

Движение Земли по орбите не оказывает влияния на оптические явления на Земле.

Никакого движения Земли относительно эфира не существует.

Несостоятельными оказались и попытки объяснить результаты опыта частичным или полным увлечением эфира движущимися телами.

Итак, на рубеже XIX и XX веков физика переживала глубокий кризис.

Объяснить полученные опытные факты, в том числе и результаты опыта Майкельсона, удалось в **1905** году **А. Эйнштейну.**

Для этого ему **пришлось изменить** кардинальным образом существовавшие до того времени **представления о пространстве и времени.**

Наиболее важным шагом на этом пути явился пересмотр используемого в классической физике понятия абсолютного времени.

Классические представления, кажущиеся наглядными и очевидными, в действительности оказались несостоятельными.

Многие понятия и величины, которые в нерелятивистской физике считались абсолютными в эйнштейновской теории относительности переведены в разряд относительных.

6.3. Постулаты Эйнштейна

Эйнштейн на основе опытных данных сделал следующие выводы:

- **мирового эфира** не существует.
- **принцип относительности** распространяется на все без исключения физические явления.

Первый постулат Эйнштейна - **принцип относительности**: никакими физическими опытами, проводимыми внутри ИСО, невозможно определить, покоится эта система отсчёта или движется прямолинейно и равномерно.

Второй постулат Эйнштейна - **постулат о скорости света.**

Скорость света в вакууме:

- **одинакова во всех инерциальных системах отсчета;**
- **не зависит от движения источников и приемников света;**
- **не складывается ни с какой другой скоростью;**
- **является предельной скоростью передачи информации.**

Принцип относительности и принцип постоянства скорости света образуют основу теории относительности, которая подразделяется на специальную и общую: **СТО** и **ОТО**

Специальная теория относительности

СТО представляет собой физическую теорию пространства и времени.

СТО рассматривает движение тел в ИСО с релятивистскими скоростями, близкими к скорости света.

Общая теория относительности

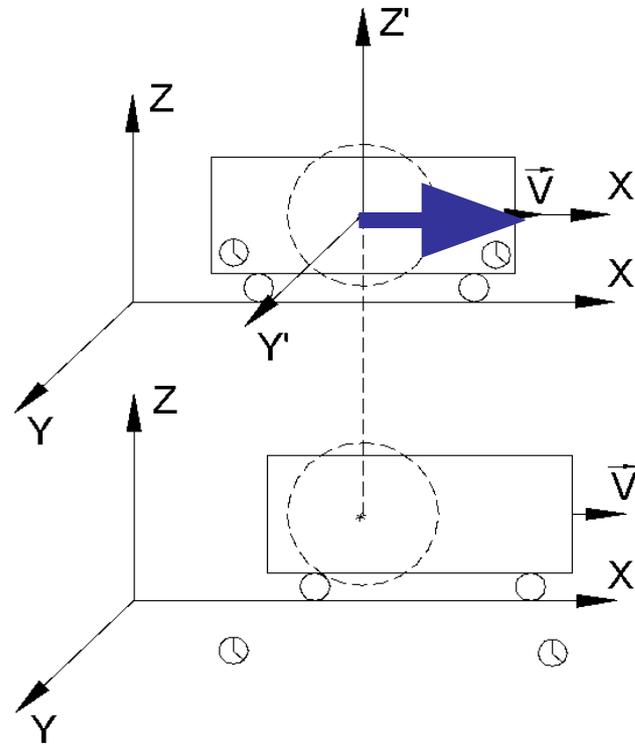
ОТО рассматривает движение тел с релятивистскими скоростями в **неинерциальных системах отсчёта**, т. е. в системах отсчёта, движущихся с **ускорением**.

6.4. Преобразования Лоренца-Эйнштейна

Относительность понятия одновременности

В классических преобразованиях $t = t'$, поэтому события **одновременные** в одной ИСО, будут **одновременными** и в любой другой ИСО.

Пусть роль системы **K'** играет вагон равномерно идущего поезда, роль системы **K** – полотно железной дороги.



Вдоль вагона и вдоль полотна железной дороги расставлены **синхронизированные часы**.
В центре вагона происходит вспышка света.
Одновременно ли свет достигнет задней и передней стенок вагона?

С точки зрения **наблюдателя, сидящего в вагоне**, свет распространяется со скоростью **c** относительно вагона и достигнет равноудаленных стенок **одновременно**.

С точки зрения **наблюдателя, стоящего у железнодорожного полотна**, свет распространяется со скоростью **c** относительно него.

Левая стенка приближается к наблюдателю, а **правая – удаляется** от него.

Следовательно, свет дойдет до **левой стенки раньше**, чем до **правой**.

Таким образом, **события, одновременные в системе K'** (вагоне), **оказываются неодновременными в системе K** (полотно дороги).

Отсюда вытекает, что **время в различных системах отсчета течёт по-разному.**

Необходимы новые преобразования координат и времени, позволяющие переходить от одной системы отсчета к другой.

Преобразования Лоренца-Эйнштейна

Преобразованиями Лоренца-Эйнштейна

называются преобразования координат и времени, в основе которых лежат постулаты Эйнштейна.

Из полного равноправия всех ИСО следует, что **преобразования Лоренца-Эйнштейна** должны быть **линейными** относительно координат и времени (как и преобразования Галилея).

Любая другая зависимость между **«штрихованными»** и **«нештрихованными»** величинами означала бы неравноправие систем отсчёта.

Обозначим координаты в системе **K**: **x, y, z, t**
в системе **K'**: **x', y', z', t'**.

Линейный характер **преобразований Галилея и Лоренца** означает, что они **должны отличаться только коэффициентом пропорциональности.**

Он определяется формулой:

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

Коэффициент γ отражает **принцип постоянства скорости света.**

В **преобразованиях Галилея** этот коэффициент равен единице:

$$\mathbf{x}' = \mathbf{x} - \mathbf{V}t$$

$$\mathbf{x} = \mathbf{x}' + \mathbf{V}t'$$

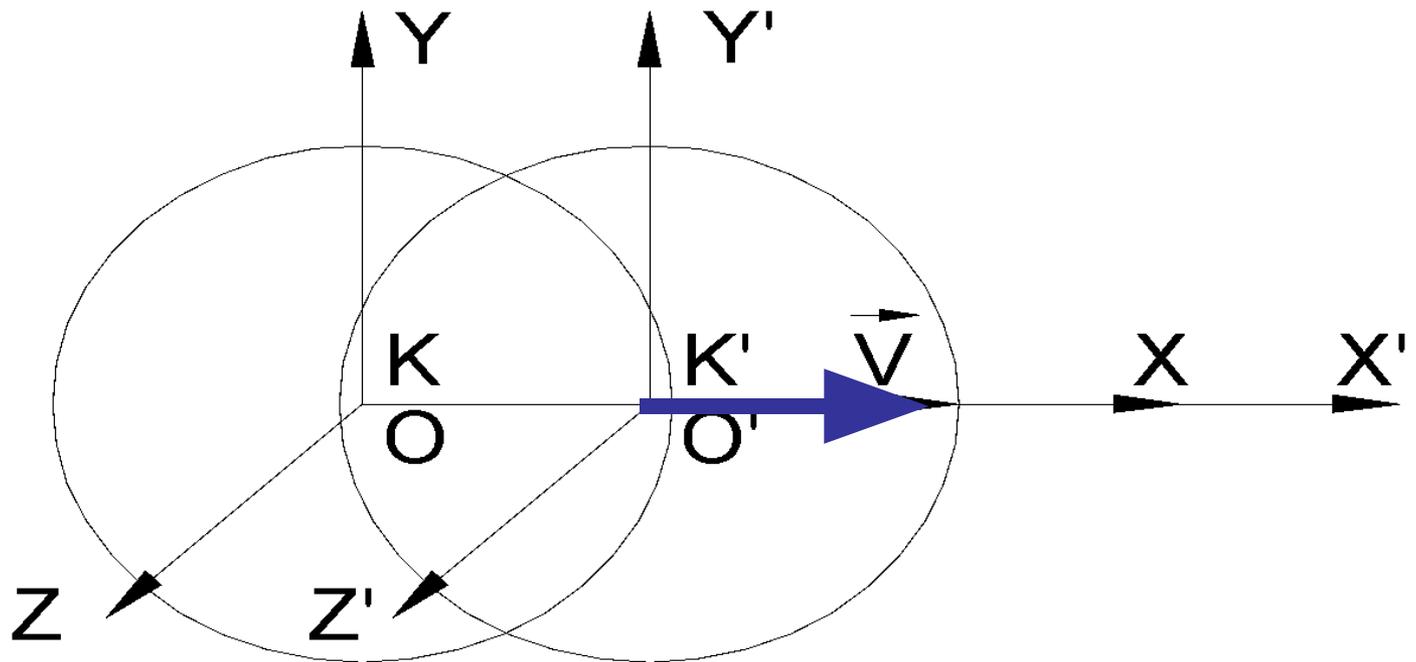
В **преобразованиях Лоренца** же он равен γ :

$$\mathbf{x}' = \gamma(\mathbf{x} - \mathbf{V}t)$$

$$\mathbf{x} = \gamma(\mathbf{x}' + \mathbf{V}t')$$

Рассмотрим тот же случай с вагоном.

Пусть в момент времени $t = t' = 0$ в начале координат происходит вспышка света и световой сигнал начинает распространяться во все стороны, в том числе и вдоль осей X и X' .



За время t системы сместятся относительно друг друга на расстояние Vt , а сферический волновой фронт в каждой системе будет иметь радиус Ct , поскольку системы равноправны и в каждой из них скорость света равна C .

С точки зрения наблюдателя в системе K центр сферы находится в точке O .

С точки зрения наблюдателя в системе K' он будет находиться в точке O' .

Получилось, что **центр сферического фронта**
одновременно находится в двух разных точках!

Причина возникающего недоразумения лежит в допущении, что положение фронтов сферических волн для обеих систем относится к **одному и тому же моменту времени.**

Это допущение заключено в формулах преобразования Галилея, согласно которым время в обеих системах течёт одинаково: **$t = t'$.**

Поскольку $t \neq t'$ встал вопрос о так называемых **синхронизированных часах**.

Синхронизируют часы **световым сигналом**.

Наибольшей точностью в настоящее время обладают часы, основанные на использовании собственных колебаний молекул аммиака (**молекулярные часы**) или атомов цезия (**атомные часы**).

На основе вышесказанного: x и x' - расстояния, на которое сместится фронт волны вдоль «иксовых» осей в системах K и K' :

$$x' = Ct' \quad \text{и} \quad x = Ct.$$

Тогда вместо преобразований Галилея $x' = x - Vt$ имеем систему уравнений:

$$x = x' + Vt'$$

$$\begin{cases} Ct' = \gamma(C - V)t \\ Ct = \gamma(C + V)t' \end{cases}$$

где

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}}$$

Не делая математических выводов этой системы, далее запишем преобразования координат и времени Лоренца-Эйнштейна.

Преобразования координат и времени Лоренца:

$K \rightarrow K'$

$K' \rightarrow K$

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

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

Анализ преобразований Лоренца

1. При $v \ll c$ преобразования Лоренца переходят, как того требует принцип соответствия, в преобразования Галилея.
2. Из преобразований Лоренца следует, что понятие времени неотделимо от понятия пространства.
3. Пространство и время существуют в неразрывном единстве.

6.4. Следствия из преобразований Лоренца

Относительность понятия длительности событий

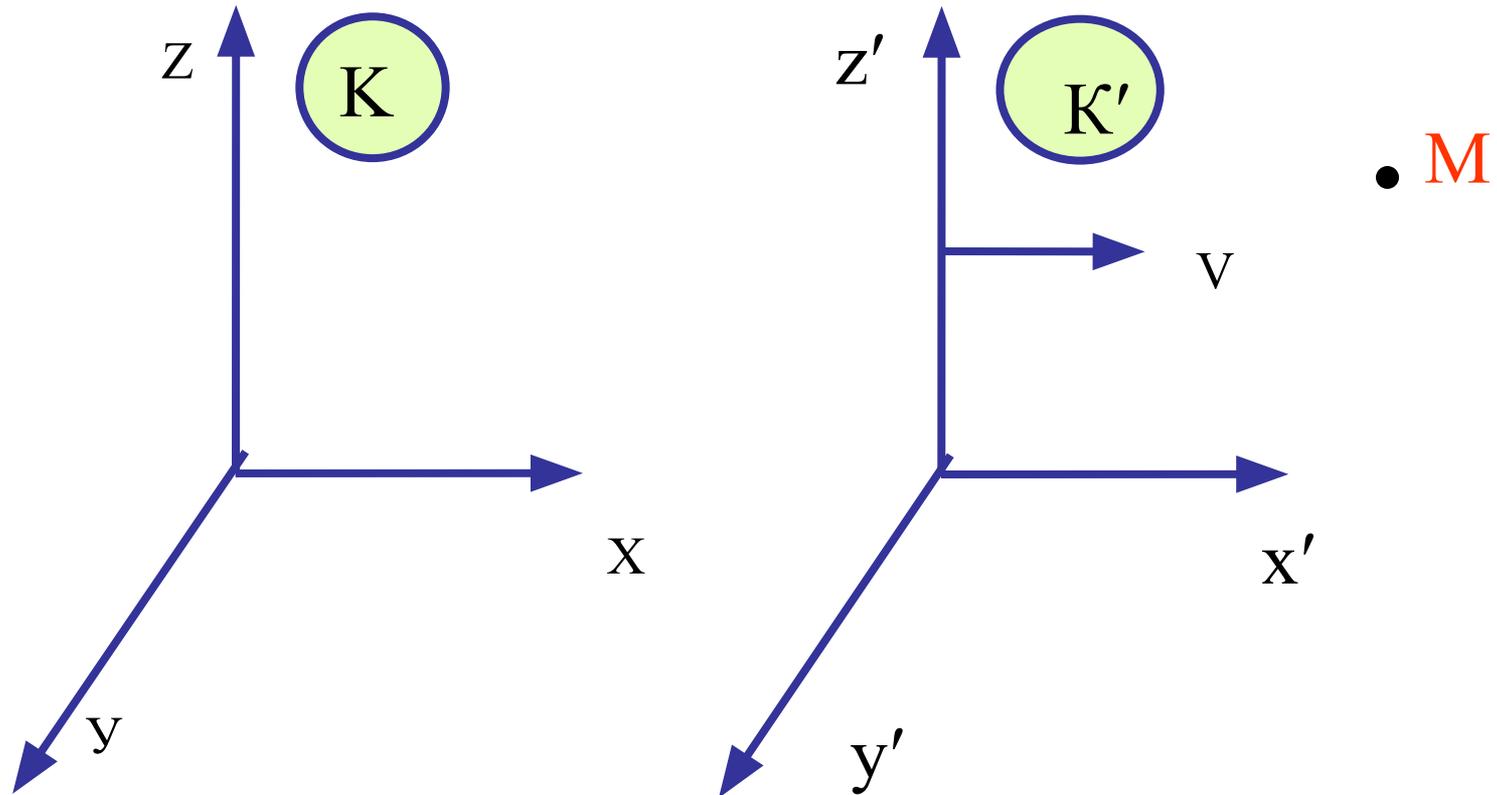
Пусть имеются две инерциальные системы отсчёта K и K' .

Система отсчёта K условно неподвижна, а система K' движется относительно неё вдоль оси X с постоянной скоростью V .

В системе отсчёта K' в точке M происходит событие.

Событие **неподвижно** относительно системы **K'** ,

поэтому координаты $x'_1 = x'_2$.



Моменты начала t'_1 и конца t'_2 события в системе K' фиксируются **по одним и тем же эталонным часам.**

Пусть **известна** длительность события в системе в системе :

$$K' \quad \Delta t' = t'_2 - t'_1 .$$

Какова длительность этого же события в системе K ?

$$\Delta t = ?$$

$$\Delta t = t_2 - t_1$$

В системе K' координаты начала и конца события:

$$x'_1, y'_1, z'_1, t'_1 \quad \text{и} \quad x'_2, y'_2, z'_2, t'_2.$$

Поскольку оба события происходят в одной и той же точке системы K' (как говорят – «события покоятся относительно системы K' »), то

$$x'_1 = x'_2, \quad y'_1 = y'_2, \quad z'_1 = z'_2.$$

Событие **движется** относительно системы K .

Начало события в системе K происходит в момент времени t_1 в точке с координатой X_1 , а конец события – в момент времени t_2 в точке с координатой X_2 .

Таким образом, пространственные и временные координаты :

начала события в системе K – x_1, y_1, z_1, t_1 ,

конца события в системе K – x_2, y_2, z_2, t_2 .

В системе K начало и конец события фиксируются уже **по двум синхронизованным и пространственно разнесённым часам.**

При выводе используем преобразования Лоренца-Эйнштейна при переходе из $K' \rightarrow K$, учитывая, что

$$x'_2 = x'_1.$$

$$\begin{aligned}\Delta t = t_2 - t_1 &= \frac{t'_2 + \frac{V}{C^2} x'_2}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} - \frac{t'_1 + \frac{V}{C^2} x'_1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} = \\ &= \frac{t'_2 - t'_1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} = \frac{\Delta t'}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}}\end{aligned}$$

Получили, что

$$\Delta t = \frac{\Delta t'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$\Delta t'$ - промежуток времени между событиями, измеренный в системе отсчёта, относительно которой событие покоится, называется **собственным временем** и обычно обозначается как **Δt_0** .

Тогда можно записать

$$\Delta t = \frac{\Delta t_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}.$$

Из полученного соотношения видно, что **собственное время** меньше промежутка времени, измеренного в любой другой системе отсчета.

$$\Delta t_0 \text{ меньше } \Delta t .$$

Выводы:

- длительность события, происходящего в некоторой точке, **наименьшая** в той ИСО, относительно которой эта точка неподвижна;
- движущиеся относительно ИСО часы идут медленнее покоящихся относительно этой же системы отсчёта часов;
- ход часов замедляется в системе отсчёта, относительно которой часы движутся.

Эти выводы нашли непосредственное опытное подтверждение.

1. В составе космических лучей обнаружены элементарные частицы **μ -мезоны** – элементарные частицы с массой, примерно в 200 раз превышающей массу электрона.

Эти частицы нестабильны, их собственное время жизни равно $\Delta t_0 = 2,2$ мкс.

В космических лучах μ -мезоны движутся со скоростью, близкой к скорости света ($V = 2,8 \cdot 10^8$ м/с).

С точки зрения мезона он пролетает в атмосфере путь $S \approx 620$ м.

Согласно СТО, время жизни мезонов по часам земного наблюдателя определяется выведенной формуле и равно $\Delta t = 6,1$ мкс.

Поэтому путь, проходимый мезоном в земной системе отсчёта и равный $S = V \Delta t$, оказывается 1700 м.

2. Удалось получить прямое подтверждение эффекта замедления времени в экспериментах с атомными часами на пучке атомов цезия. Эти часы «тикают» 9192631770 раз в секунду.

Американские физики в 1971 году провели сравнение двух таких часов:

- одни из них находились в полёте вокруг Земли на обычных реактивных лайнерах,
- другие оставались на Земле в обсерватории США.

В соответствии с предсказаниями СТО, путешествующие на лайнерах часы должны были отстать от находящихся на Земле часов на (184 ± 23) нс.

Наблюдаемое отставание составило (203 ± 10) нс, т. е. в пределах ошибок измерений.

Относительность размеров движущихся тел

Пусть стержень расположен параллельно осям X и X' и **покоится** в системе K' .

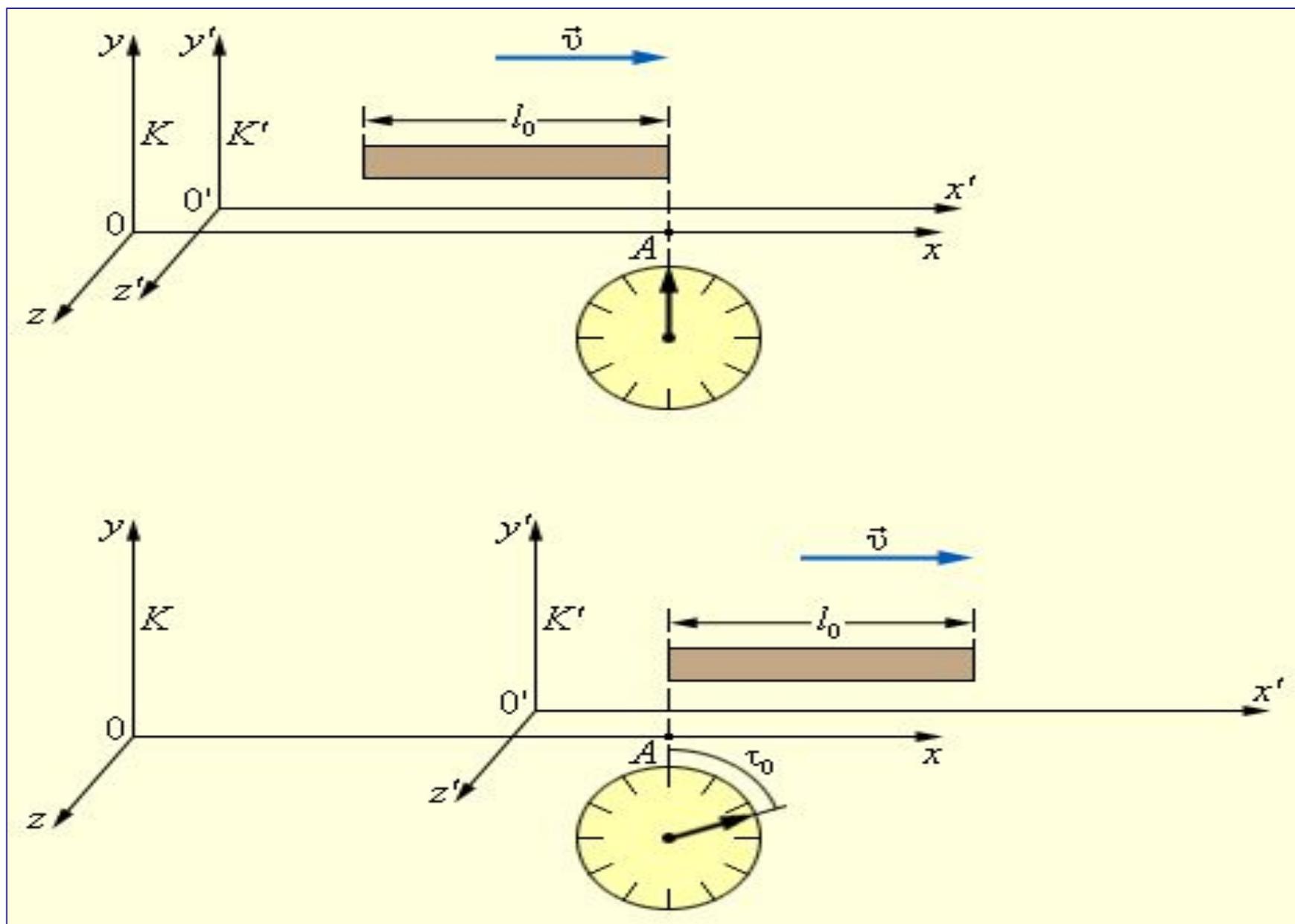
Длина стержня в системе K' известна и равна разности координат:

$$L_0 = x_2' - x_1'$$

Относительно системы K стержень движется со скоростью V .

Какова длина стержня в системе K : $L = ?$

$$L = x_2 - x_1$$



Координаты x_1 и x_2 нужно засекают **в один и тот же момент времени**, отсчитанный по двум

синхронизированным в системе **K** часам: $t_2 = t_1$

$$\begin{aligned} L_0 &= x_2' - x_1' = \frac{x_2 - Vt_2}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} - \frac{x_1 - Vt_1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} = \\ &= \frac{x_2 - x_1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} = \frac{L}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} \end{aligned}$$

Длина стержня L_0 , измеренная в системе отсчёта, относительно которой он покоится, **называется собственной длиной.**

$$L = L_0 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \quad L \text{ меньше } L_0$$

Отсюда следует, что **собственная длина** стержня **является максимальной**, она больше длины, измеренной в любой другой системе отсчёта.

При одномерном движении тел **сокращаются только продольные размеры.**

Лоренцево сокращение длины

- эффект чисто кинематический,
- нельзя ни увидеть, ни сфотографировать,
- никакими внутренними напряжениями в телах не сопровождается.

Примеры.

1. Скорость движения Земли вокруг Солнца равна 30 км/с. Радиус земного шара 6400 км.

В системе отсчёта, связанной с Солнцем, **сокращение радиуса Земли составляет всего 3 см.**

2. При скорости тела **$v = 0,85 c$** его продольная длина сокращается в **2 раза.**

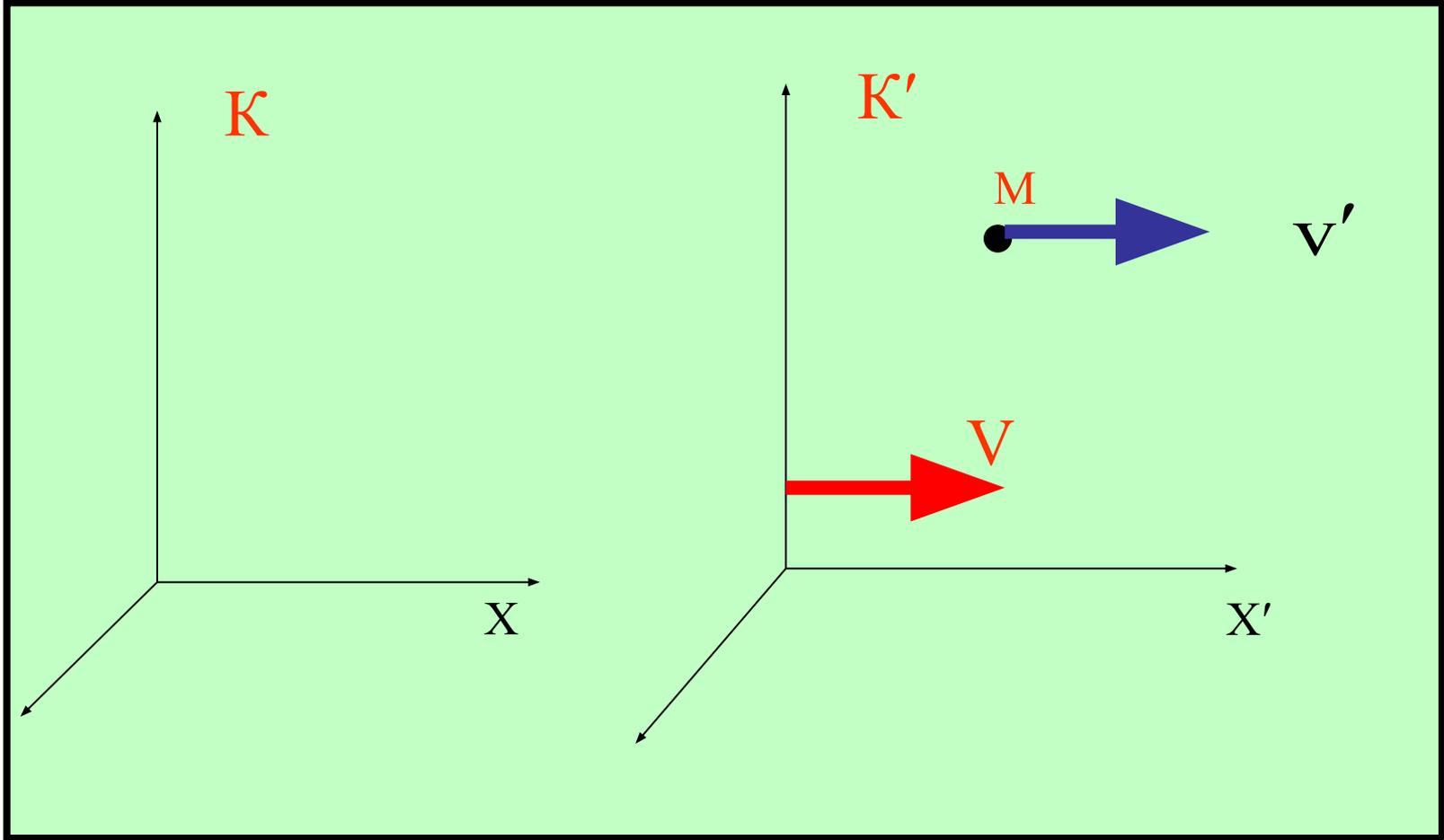
Релятивистский закон сложения скоростей

Пусть точка M движется вдоль оси X в системе K' со скоростью v' .

Система K движется относительно K' со скоростью V .

Какова скорость этой точки относительно системы K ? Обозначим её через v .

Классический закон сложения скоростей при релятивистских скоростях не применим.



По определению:

$$v' = \frac{dx'}{dt'}$$

$$v = \frac{dx}{dt}$$

Из преобразований Лоренца-Эйнштейна следует:

$$dx' = \frac{dx - V dt}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}}$$

$$dt' = \frac{dt - \frac{V \cdot dx'}{C^2}}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}}$$

Разделим уравнения друг на друга и получим

$$v' = \frac{dx'}{dt'} = \frac{dx - V dt}{dt - \frac{V}{c^2} dx}$$

Поделим на **dt** числитель и знаменатель дроби.

$$v' = \frac{\frac{dx}{dt} - V}{1 - \frac{V}{C^2} \frac{dx}{dt}}$$

или

$$v' = \frac{v - V}{1 - \frac{Vv}{C^2}}$$

Для перехода от системы **K'**
в систему **K**:

$$v = \frac{v' + V}{1 + \frac{Vv'}{C^2}}$$

Две последние формулы выражают **релятивистский закон сложения скоростей**.

Примеры.

1. Свет распространяется в K' : $v' = C$.

Найдем скорость света относительно K : $v = ?$

$$v_x = \frac{C + C}{1 + \frac{CC}{C^2}} = C$$

Таким образом, свет в любой системе отсчета распространяется со скоростью C .

2. Две частицы движутся **навстречу** друг другу со скоростями $v_1 = 0,8 C$ и $v_2 = 0,7 C$. Какова относительная скорость движения частиц?

С точки зрения классической физики она равна 1,5 С.

Свяжем со скоростью v_1 неподвижную систему отсчёта.

Тогда вторая частица приближается к первой с относительной скоростью:

$$V_{\text{отн}} = \frac{0,8C + 0,7C}{1 + \frac{0,8C \cdot 0,7C}{C^2}} = \frac{1,5 \cdot C}{1,56} = 0,98C$$

6.7. Пространственно-временной интервал

Следствия из преобразований Лоренца показали, что **привычно неизменные величины** (такие, как размеры тел или длительность событий) оказываются **относительными**.

Это является отражением факта **неразрывного единства пространства и времени**.

Для описания окружающего нас мира необходимо ввести некое новое **четырёхмерное пространство**, элементами которого будут являться не материальные точки (тела), а **события**.

Событие можно охарактеризовать местом, где оно произошло (**координатами x, y, z**), и **временем t** , когда оно произошло.

Таким образом, событию в четырёхмерном пространстве можно сопоставить **4** числа

x, y, z, t .

В этом пространстве **событие** изобразится **точкой**, которую принято называть **мировой точкой**, а **последовательность событий** – **мировой линией**.

Пусть одно событие имеет координаты **x_1, y_1, z_1, t_1** , и другое – **x_2, y_2, z_2, t_2** .

Величину

$$\Delta S = \sqrt{C^2(t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2}$$

$$\Delta S = \sqrt{C^2 \Delta t^2 - L^2}$$

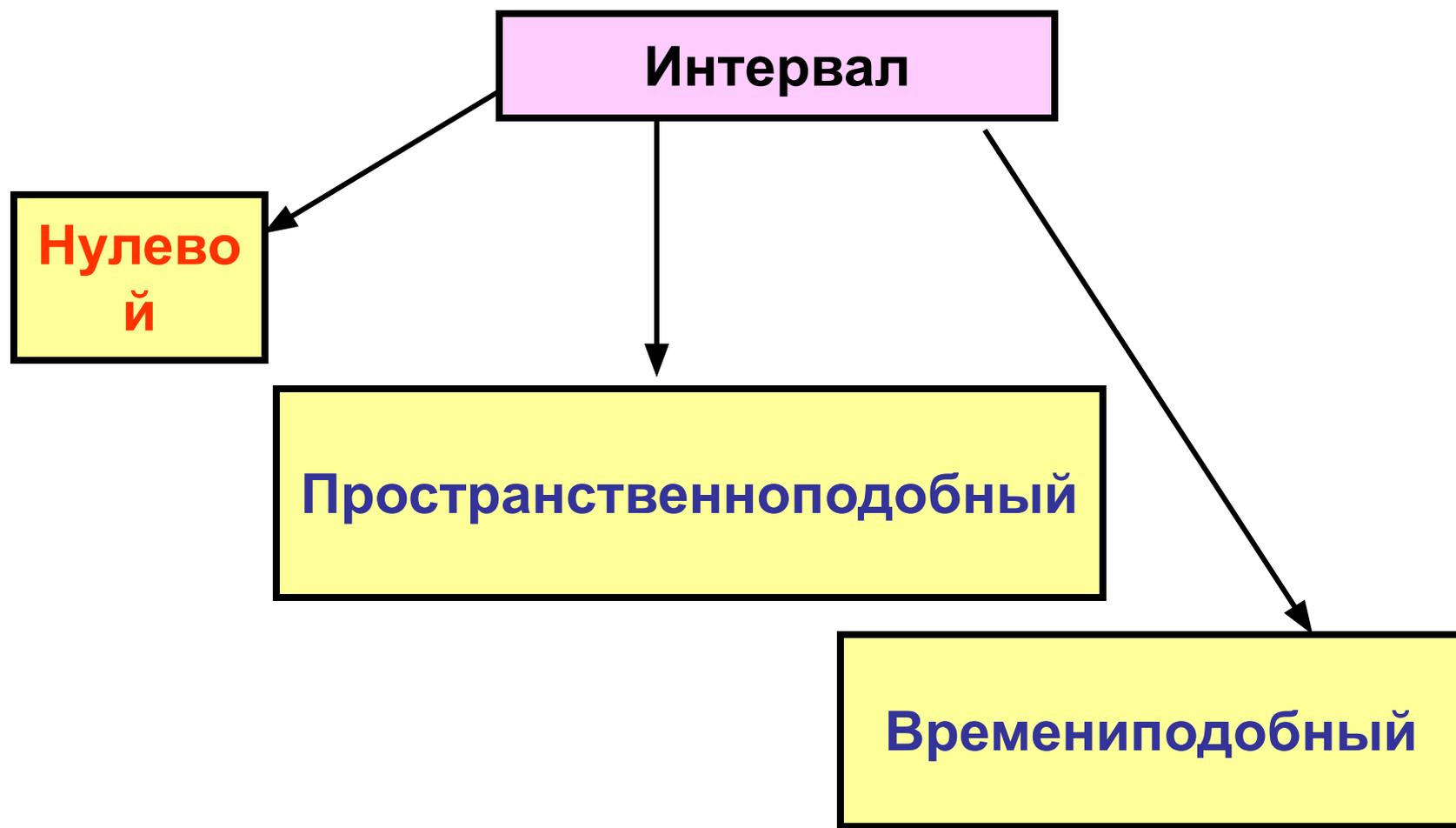
называют **пространственно-временным интервалом** между событиями.

Выражение

$$L = \sqrt{(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2}$$

– означает расстояние между точками обычного трёхмерного пространства, в которых произошли оба события.

Пространственно-временной интервал является величиной инвариантной по отношению к любым инерциальным системам отсчёта.



Пусть **первое событие** заключается в том, что из точки с координатами x_1, y_1, z_1 отправлен в момент времени t_1 световой сигнал.

Вторым событием является прием этого сигнала в точке x_2, y_2, z_2 в момент времени t_2 .

Свет распространяется со скоростью C , следовательно

$$L = C \cdot \Delta t$$

$$\Delta S = \sqrt{C^2 \Delta t^2 - L^2} = 0$$

Отсюда следует, что **интервал между событиями** в этом случае **является нулевым**:

$$\Delta S = 0$$

Если расстояние **L** между точками, в которых произошли два события, превышает **Ct** (**L > Ct**), то интервал называется **пространственно-подобным**.

$$\Delta S = \sqrt{C^2 \Delta t^2 - L^2}$$

Пространственно-подобный интервал является **МНИМЫМ**:

$$\Delta S \boxtimes 0$$

В случае $\Delta S \neq 0$ рассматриваемые **события:**

- никак не могут оказывать влияние друг на друга;
- не могут быть причинно связанными друг с другом;
- являются абсолютно удаленными.

Всегда можно найти такую систему отсчета, в которой события происходят одновременно ($t = 0$).

$$\Delta S = \sqrt{C^2 \Delta t^2 - L^2}$$

При условии **$L < Ct$** интервал становится вещественной величиной:

Такие интервалы называются **временеподобными**.

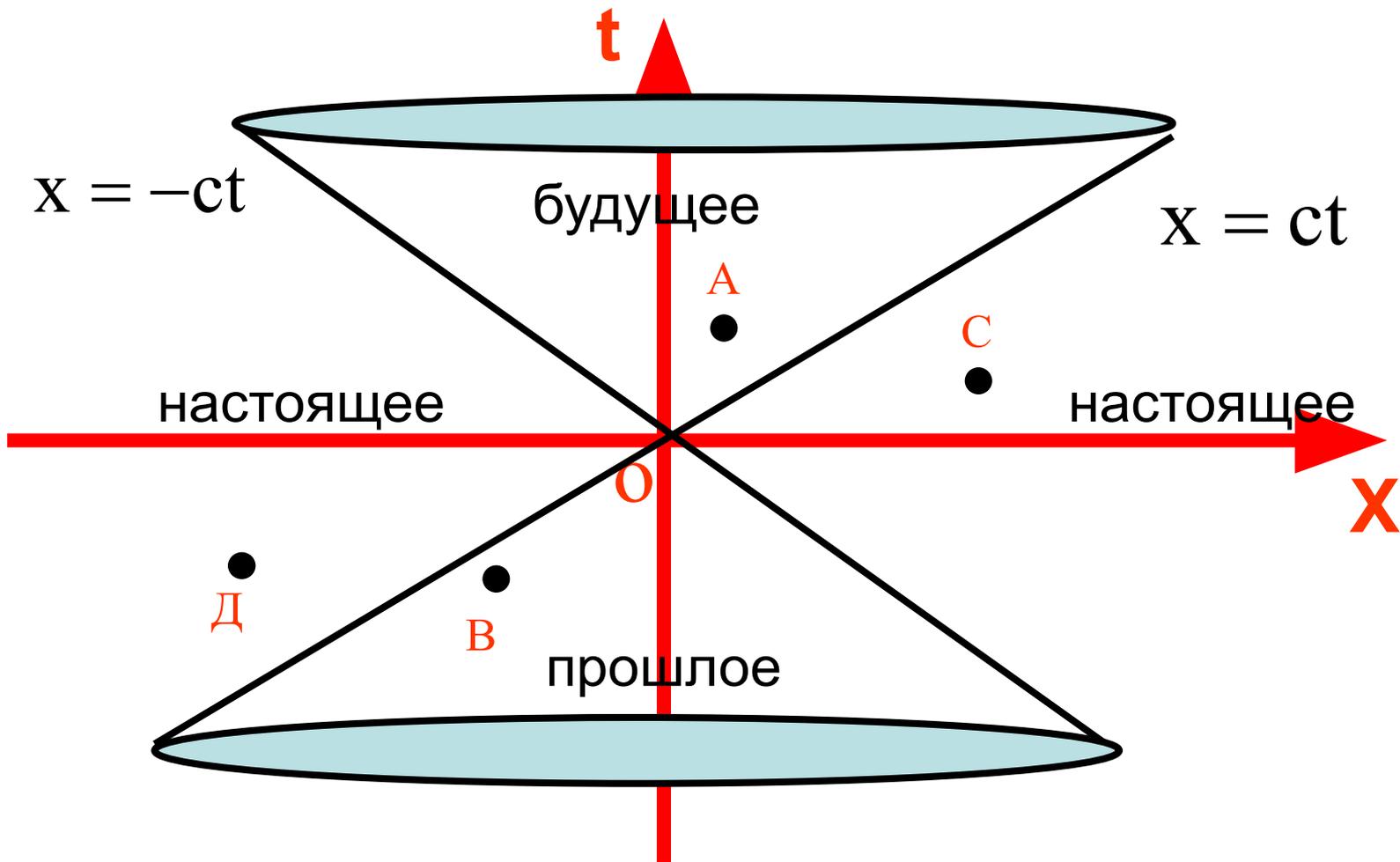
В случае $\Delta S \geq 0$ рассматриваемые **события**:

- **могут быть причинно связаны друг с другом;**
- **не существует системы отсчёта, в которой они происходили бы одновременно.**

Имеется система отсчета, в которой они происходят в одной и той же точке пространства ($L = 0$).

В четырёхмерном пространстве **область, в которой лежат мировые линии всех частиц** представляет собой **конус**, осью которого является ось t .

Образующие конуса представляют собой мировые линии световых сигналов, поэтому его называют световым конусом.



Для любой **точки А**, лежащей в области, названной на рисунке **абсолютным будущим**, $(\Delta S)^2 > 0$.

Интервал в этом случае является **времениподобным**

$$\text{и } \Delta t = t_{OA} > 0.$$

Как мы знаем, ни в одной системе отсчёта не может стать **$t = 0$** , значит, не может быть и **$t < 0$** .

Во всех системах **событие А** будет происходить **после события О**.

Для любой **точки В**, лежащей в области **абсолютного прошлого**

$$(\Delta S)^2 > 0, \quad \text{но} \quad \Delta t = t_{OB} < 0.$$

Это значит, что во всех системах отсчета **событие В**
предшествует событию О.

Для любого из **событий С** и **D**, мировая точка которого лежит в абсолютно удаленных областях,

$$(\Delta S)^2 < 0.$$

Интервалы ΔS_{OC} и ΔS_{OD} – **мнимые** и поэтому являются **пространственно - подобными**.

В любой системе отсчета **события O** и **C** или **O** и **D** **происходят в разных точках пространства**.

Понятие одновременности для событий **O** и **C**, и событий **O** и **D** является **относительным**.

В одних системах отсчета событие **C** (или **D**) происходят **позже**, в других – **раньше** события **O**.

Наконец, **имеется одна система отсчета**, в которой событие **C** (и **одна**, в которой событие **D**) **происходит одновременно с событием O**.

6.7. Релятивистская динамика

Первый закон Ньютона инвариантен относительно преобразований Лоренца.

Второй закон Ньютона оказывается не инвариантен относительно преобразований Лоренца, если полагать массу постоянной .

Эйнштейн показал, что **масса** является функцией не только внутренних свойств тел, но и зависит от скорости их движения.

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

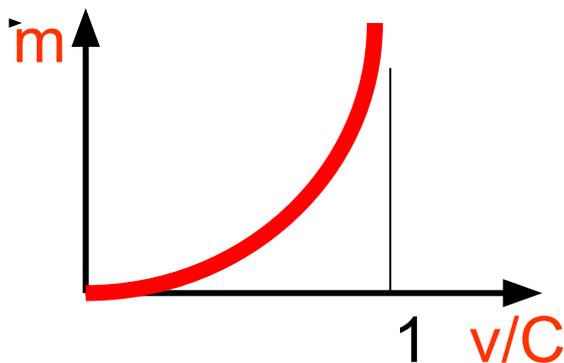
m_0 – масса покоящегося тела (**масса покоя**),

m – масса движущегося тела;

v – скорость тела относительно неподвижной системы.

С увеличением скорости движения **масса** **возрастает по сложному закону.**

При $v \rightarrow c$ $m \rightarrow \infty$, т.е. **инерция (релятивистская масса)** тела беспредельно **возрастает**.



Чтобы сообщить такому телу отличное от нуля ускорение, к нему надо приложить бесконечно большую силу.

Между тем, любое реальное воздействие конечно.

Ни одному телу, обладающему массой покоя , не может быть сообщена скорость, равная C .

Со скоростью C могут двигаться лишь частицы, не имеющие массы покоя ($m_0 = 0$).

К таким частицам относятся **фотоны и нейтрино**, которые во всех инерциальных системах отсчета движутся со скоростью света C .

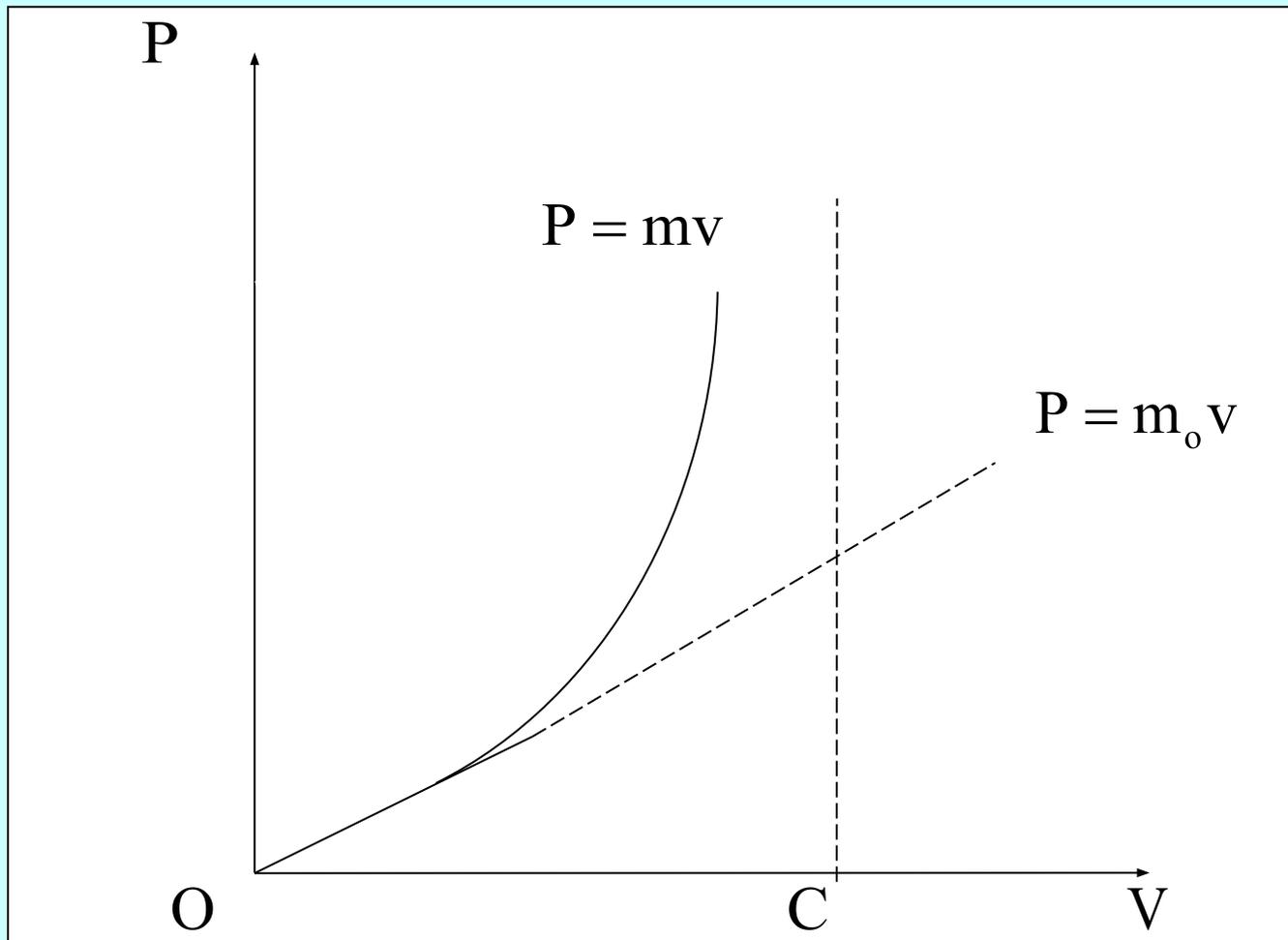
Релятивистский импульс:

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

Отметим, что при $v \ll c$ выражение для релятивистского импульса переходит в выражение классического импульса, равного:

$$P = m_0 v$$

Зависимость релятивистского импульса от скорости



Второй закон Ньютона будет **ковариантен** относительно преобразований Лоренца, если его записать только через релятивистский импульс в форме:

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

6.8. Взаимосвязь массы и энергии

Рассмотрим некоторое тело, которое первоначально покоилось, а затем под действием внешних сил приобрело релятивистскую (близкую к c) скорость v .

При этом его кинетическая энергия увеличилась от нуля до значения E_k , а масса возросла от m_0 до m .

Согласно общим принципам механики, **изменение кинетической энергии тела равно суммарной работе всех сил, действующих на тело.**

В дифференциальной форме данное утверждение можно записать:

$$dE_K = dA = \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

Подставим сюда выражение для силы из второго закона

Ньютона:

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} = m \frac{d\vec{v}}{dt} + \vec{v} \frac{dm}{dt}$$

Получим

$$\begin{aligned}dE_K &= m \left(\frac{dv}{dt} dr \right) + \left(v \frac{dm}{dt} dr \right) = \\&= m \left(dv \frac{dr}{dt} \right) + \left(v dm \frac{dr}{dt} \right) = m (v dv) + V^2 dm = \\&= mV dV + V^2 dm\end{aligned}$$

Найдем независимо выражение для **dm**.

Для этого запишем выражение для релятивистской массы и его продифференцируем по скорости.

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}}$$

$$dm = \frac{\left(-\frac{1}{2}\right) m_0 \left(-\frac{2V}{C^2}\right) dv}{\left(1 - \frac{V^2}{C^2}\right)^{\frac{3}{2}}} = \frac{m V dV}{\left(1 - \frac{V^2}{C^2}\right) C^2} = \frac{m V dV}{C^2 - V^2}$$

Отсюда величина

$$m V dV = (C^2 - V^2) dm$$

Подставим полученное выражение вместо первого слагаемого в формулу для dE_K .

$$dE_K = (C^2 - V^2)dm + V^2 dm = C^2 dm$$

Проинтегрируем полученное равенство

$$\int_0^{E_K} dE_K = \int_{m_0}^m C^2 dm$$

и получим

$$E_K = mC^2 - m_0C^2$$



Полная энергия:

$$E = mc^2$$

Энергия покоя:

$$E_0 = m_0c^2$$

Кинетическая энергия:

$$E_K = E - E_0$$

Кинетическая энергия

В классической механике **кинетическая энергия** определяется формулой:

$$E_{\text{К}} = \frac{m_0 v^2}{2}$$

В релятивистской механике **кинетическая энергия** равна разности между полной энергией тела и его энергией покоя.

$$E_{\text{К}} = E - E_0$$

Докажем, что классическая формула кинетической энергии является частным случаем формулы теории относительности.

$$\begin{aligned} E_K &= E - E_0 = mC^2 - m_0C^2 = \\ &= \frac{m_0C^2}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} - m_0C^2 = m_0C^2 \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}} - 1 \right) \end{aligned}$$

Разложим функцию

$$\left(1 - \frac{V^2}{C^2}\right)^{-1/2}$$

в приближении $V/C \ll 1$ в ряд и ограничимся первым слагаемым этого ряда.

$$\left(1 - \frac{V^2}{C^2}\right)^{-1/2} = \frac{1}{2} \cdot \frac{V^2}{C^2} + \frac{3}{8} \cdot \frac{V^4}{C^4}$$

В итоге получим

$$E_K = \frac{m_0 V^2}{2}$$

Взаимосвязь энергии с импульсом

В классической механике **кинетическая энергия** через импульс выражается формулой

$$E_k = \frac{p^2}{2m}$$

Формула, выражающую связь между **полной энергией частицы** с её **релятивистским импульсом**, имеет

вид

$$E = \sqrt{E_0^2 + p^2 c^2}$$

Выражение **$E^2 - (pc)^2$** является величиной **инвариантной**.

Закон взаимосвязи массы и энергии

Формулировка: **всякое изменение массы тела на величину ΔE сопровождается изменением его полной энергии на величину Δm .**

$$\Delta E = \Delta m c^2$$

Наоборот, **всякое изменение полной энергии тела сопровождается изменением его массы.**

$$\Delta m = \frac{\Delta E}{c^2}$$

Нельзя, однако, представлять, что масса превращается в энергию и наоборот.

Просто любой материальный объект обладает и массой и энергией, которые пропорциональны друг другу.

Масса и энергия характеризуют разные свойства материи, поэтому ни о каком их взаимном превращении не может быть и речи.

Пропорциональность массы и энергии является выражением внутренней сущности материи.

Инварианты релятивистской механики

В специальной теории относительности **инвариантными величинами** являются:

- скорость света в вакууме;
- масса покоя;
- пространственно – временной интервал между событиями в четырёхмерном пространстве;
- величина $E^2 - (pc)^2 = E_0^2$.

Заключение

Мы рассмотрели некоторые вопросы **специальной теории относительности**.

В заключение отметим, что её **главное значение** состоит в том, что она

1. **разрушила** представления классической физики об абсолютном характере пространства и времени,
2. **установила** их относительный характер,
3. **открыла** неразрывную связь между ними.
4. **не нарушила** принцип причинности и порядок следования причинно-следственных событий во всех инерциальных системах отсчета.

Пространство и время образуют единую форму существования материи.

Оценивая значение теории относительности, не следует, однако, впадать в **философский релятивизм** (всё в мире относительно).

Теория относительности отнюдь **не отрицает** существование абсолютных величин и понятий.

Она устанавливает лишь то, что **ряд понятий и величин**, считавшихся в классической физике абсолютными, **в действительности являются относительными.**

Не следует думать, что с появлением теории относительности классическая физика полностью утратила своё значение.

Релятивистские эффекты для обычных макроскопических тел и обычных скоростей движения **столь незначительны**, что оказываются далеко за пределами практической точности.

Поэтому в большинстве отраслей техники **классическая физика применима столь же хорошо**, как и прежде.