

ЭЛЕМЕНТЫ СПЕЦИАЛЬНОЙ ТЕОРИИ ОТНОСИТЕЛЬНОСТИ

7.1. Преобразования Галилея. Механический принцип относительности

Если системы отсчета движутся относительно друг друга равномерно и прямолинейно и в одном из них справедливы законы динамики Ньютона, то эти системы являются инерциальными. Установлено также, что во всех инерциальных системах отсчета законы классической динамики имеют одинаковую форму; в этом суть **механического принципа относительности (принципа относительности Галилея)**.

Для его доказательств рассмотрим две системы отсчета: инерциальную систему К (с координатами x, y, z), которую условно будем считать неподвижной, и систему К' (с координатами x', y', z'), движущуюся относительно К равномерно и прямолинейно со скоростью \vec{V} ($\vec{V} = \text{const}$). Отсчет времени начнем с момента, когда начала координат обеих систем совпадают.

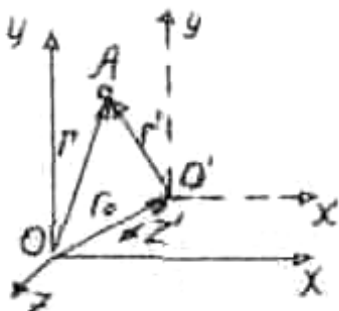


Рис.44

Пусть в произвольный момент времени t расположение этих систем относительно друг друга имеет вид, изображенный на рис.44. Скорость \vec{V} направлена вдоль OO' радиус-вектор, проведенный из O в O' , $\vec{r}_0 = \vec{V}t$.

Найдем связь между координатами произвольной точки А в обеих системах. Из рис. 44 видно, что

$$\vec{r} = \vec{r}' + \vec{r}_0 = \vec{r}' + \vec{V}t \quad (7.1)$$

Уравнение (7.1) можно записать в проекциях на оси координат:

$$\begin{aligned} x &= x' + v_x t, \\ y &= y' + v_y t, \\ z &= z' + v_z t \end{aligned} \quad (7.2)$$

Уравнения (7.1) и (7.2) носят название **преобразований координат Галилея**.

В частном случае, когда система К' движется со скоростью \mathfrak{V} вдоль положительного направления оси x системы К (в начальный момент времени оси координат совпадают), преобразования координат Галилея имеют вид

$$\begin{aligned} x &= x' + \mathfrak{V}t, \\ y &= y', \\ z &= z'. \end{aligned}$$

В классической механике предполагается, что ход времени не зависит от относительного движения систем отсчета, т.е. к преобразованиям (7.2) можно добавить еще одно уравнение:

$$t = t' . \quad (7.3)$$

Записанные соотношения справедливы лишь в случае классической механики ($\mathcal{V} \ll c$), а при скоростях, сравнимых со скоростью света, преобразования Галилея заменяются более общими преобразованиями Лоренца.

Продифференцировав выражение (7.1) по времени (с учетом (7.3)), получим уравнение

$$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{u} , \quad (7.4)$$

которое представляет собой **правило сложения скоростей в классической механике**.

Ускорение в системе отсчета К

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d(\vec{v}' + \vec{u})}{dt} = \frac{d\vec{v}'}{dt} = \vec{a}' .$$

Таким образом, ускорение точки А в системах отсчета К и К' движущихся друг относительно друга равномерно и прямолинейно, одинаково:

$$\vec{a} = \vec{a}' . \quad (7.5)$$

Таким образом, из соотношения (7.5) вытекает доказательство механического принципа относительности: уравнения динамики при переходе от одной инерциальной системы отсчета к другой не изменяются, т.е. являются **инвариантными** по отношению к преобразованиям координат. Галилей обратил внимание, что никакими механическими опытами, проведенными в данной инерциальной системе отчета, нельзя установить покоится ли она или движется равномерно и прямолинейно. Например, сидя в каюте корабля, движущегося равномерно и прямолинейно, мы не можем определить, покоится корабль или движется, не взглянув в окно.

7.2. Постулаты специальной теории относительности

Классическая механика Ньютона прекрасно описывает Движение макротел, движущихся с малыми скоростями ($\mathcal{V} \ll c$). Однако в конце XIX в. выяснилось, что выводы классической механики противоречат некоторым опытным данным, в частности при изучении движения быстрых заряженных частиц оказалось, что их движение не подчиняется законам механики. Далее возникли затруднения при попытках применить механику Ньютона к объяснению распространения света. Если источник и приемник света движутся друг относительно друга равномерно и прямолинейно, то согласно классической механике, измеренная скорость должна зависеть от относительной скорости их движения. Американский физик А. Майкельсон (1852-1913 г-г.) в своем знаменитом опыте показал, что скорости света в двух движущихся друг относительно друга системах равны. Это противоречило правилу сложения скоростей классической механики.

Одновременно было показано противоречие между классической теорией и уравнениями Дж. К. Максвелла, лежащими в основе понимания света как электромагнитной волны.

Для объяснения этих и некоторых других опытных данных необходимо было создать новую механику, которая, объясняя эти факты, содержала бы ньютоновскую механику как предельный случай для малых скоростей ($v \ll c$). Это и удалось сделать А. Эйнштейну, одному из основателей современной физики. А. Эйнштейн пришел к выводу о том, что мирового эфира - особой среды, которая могла бы быть принята в качестве абсолютной системы, - не существует. Существование постоянной скорости распространения света в вакууме находилось в согласии с уравнениями Максвелла.

Таким образом, А.Эйнштейн заложил основы **специальной теории относительности**. Эта теория представляет собой современную физическую теорию пространства и времени, в которой, как и в классической ньютоновской механике, предполагается, что время однородно, а пространство однородно и изотропно. Специальная теория относительности часто называется также **релятивистской** теорией, а специфические явления, описываемые этой теорией, **релятивистскими эффектами**.

В основе специальной теории относительности лежат **постулаты Эйнштейна**, сформулированные им в 1905 г.

1. Принцип относительности: никакие опыты (механические, электрические, оптические), проведенные внутри данной инерциальной системы, отсчета, не дают возможности обнаружить, покоится ли эта система или движется равномерно и прямолинейно; все законы природы инвариантны по отношению к переходу от одной инерциальной системы отсчета к другой.

2. Принцип инвариантности скорости света: скорость света в вакууме не зависит от скорости движения источника света или наблюдателя и одинакова во всех инерциальных системах отсчета.

Постулат Эйнштейна, являясь обобщением механического принципа относительности Галилея на любые физические процессы, утверждает, таким образом, что физические законы инвариантны к выбору инерциальной системы отсчета, а уравнения, описывающие эти законы, одинаковы по форме во всех инерциальных системах отсчета. Согласно этому постулату, все инерциальные системы отсчета совершенно равноправны, т.е. явления (механические, электродинамические, оптические и др.) во всех инерциальных системах отсчета протекают одинаково.

Согласно второму постулату Эйнштейна, постоянство скорости света - фундаментальное свойство природы, которое констатируется как опытный факт.

Специальная теория относительности потребовала отказа от привычных представлений о пространстве и времени, принятых в классической механике, поскольку они противоречили принципу постоянства скорости света. Потеряло смысл не только абсолютное пространство, но и абсолютное время.

Постулаты Эйнштейна и теория, построенная на их основе, установила новый взгляд на мир и новые пространственно-временные представления, такие, например, как относительность длин и промежутков времени, относительность одновременности событий. Эти и другие следствия из теории Эйнштейна находят надежное экспериментальное подтверждение, являясь тем самым обоснованием постулатов Эйнштейна – обоснованием специальной теории относительности.

7.3. Преобразования Лоренца

Анализ явлений в инерциальных системах отсчета, проведенный А. Эйнштейном на основе сформулированных им постулатов, показал, что классические преобразования Галилея несовместимы с ними и, следовательно, должны быть заменены преобразованиями, удовлетворяющими постулатам теории относительности.

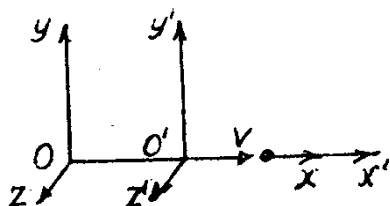


Рис. 45

Для иллюстрации этого вывода рассмотрим две инерциальные системы отсчета: К (с координатами x, y, z) и К' (с координатами x', y', z'), движущуюся относительно К (вдоль оси X) со скоростью $\vec{v} = \text{const}$ (рис.45).

Пусть в начальный момент времени $t = t' = 0$, когда начала координат O и O' совпадают, излучается световой импульс. Согласно второму постулату Эйнштейна, скорость света в обеих системах одна и та же и равна c. Поэтому, если за время t в системе К сигнал дойдет до некоторой точки А (рис. 45), пройдя расстояние

$$x = ct, \quad (7.6)$$

то в системе К' координата светового импульса в момент достижения точки А

$$x' = ct', \quad (7.7)$$

где t' - время прохождения светового импульса от начала координат до точки А в системе К'. Вычитая (7.6) из (7.7), получим $x' - x = c(t' - t)$. Так как $x \neq x'$ (система К' перемещается по отношению к системе К), то $t \neq t'$, т.е. отсчет времени в системах К' и К различен – отсчет времени имеет относительный характер (в классической физике считается, что время во всех инерциальных системах отсчета течет одинаково, т.е. $t = t'$).

Эйнштейн показал, что в теории относительности классические преобразования, описывающие переход от одной инерциальной системы к другой:

$$\begin{array}{ll}
 K \rightarrow K' & K' \rightarrow K \\
 x' = x - \mathfrak{V} t & x = x' + \mathfrak{V} t \\
 y' = y & y = y' \\
 z' = z & z = z' \\
 t' = t & t = t'
 \end{array}$$

заменяются преобразованиями Лоренца, удовлетворяющими постулатам Эйнштейна.

Эти преобразования предложены Лоренцом в 1904 г., еще до появления теории относительности, как преобразования, относительно которых уравнения Максвелла инвариантны.

Преобразования Лоренца имеют вид

$$\begin{array}{ll}
 K \rightarrow K' & K' \rightarrow K \\
 x' = \frac{x - \mathfrak{V} t}{\sqrt{1 - \beta^2}} & x = \frac{x' + \mathfrak{V} t'}{\sqrt{1 - \beta^2}} \\
 y' = y & y = y' \\
 z' = z & z = z' \\
 t = \frac{t - \mathfrak{V} x / c^2}{\sqrt{1 - \beta^2}} & t' = \frac{t' + \mathfrak{V} x' / c^2}{\sqrt{1 - \beta^2}}
 \end{array} \quad (7.8)$$

где $\beta = \mathfrak{V} / c$. Из сравнений приведенных уравнений вытекает, что они симметричны и отличаются лишь знаком при \mathfrak{V} . Это очевидно, т.к. если скорость движения системы К относительно системы К' равна \mathfrak{V} , то скорость движения К' относительно К равна $-\mathfrak{V}$.

Из преобразований Лоренца вытекает также, что при малых скоростях (по сравнению со скоростью света), т.е. когда $\beta \ll 1$, они переходят в классические преобразования Галилея (в этом заключается суть **принципа соответствия**), которые являются следовательно, предельным случаем преобразований Лоренца. При $\mathfrak{V} \gg c$ выражения (7.8) для t , x , x' , t' теряют физический смысл. Это находится, в свою очередь, в соответствии с тем, что движение со скоростью, большей скорости света в вакууме, невозможно.

Из преобразования Лоренца следует очень важный вывод о том, что как расстояние, так и промежуток времени между событиями меняются при переходе от одной инерциальной системы отсчета к другой, в то время как в рамках преобразований Галилея эти величины считались абсолютными, не изменяющимися при переходе от одной системы к другой. Кроме того, как пространственные, так и временные преобразования (см. (7.8)) не являются независимыми, поскольку в закон преобразования координат входит время, а в закон преобразования времени

пространственные координаты, т.е. устанавливается взаимосвязь пространства и времени. Таким образом, теория Эйнштейна оперирует не с трехмерным пространством, к которому присоединяется понятие времени, а просматривает неразрывно связанные пространственные и временные координаты, образующие четырехмерное пространство – время.

7.4. Следствия из преобразований Лоренца

1.1. Одновременность событий в разных системах отсчета.

Пусть в системе К в точках с координатами x_1 и x_2 в моменты времени t_1 и t_2 происходят два события. В системе К' им соответствуют координаты x_1' и x_2' и моменты времени t_1' и t_2' . Если события в системе К происходят в одной точке ($x_1=x_2$) и являются одновременными ($t_1 = t_2$), то, согласно преобразованиям Лоренца (7.8),

$$x_1' = x_2', \quad t_1' = t_2',$$

т.е. эти события являются одновременными и пространственно совпадающими для любой инерциальной системы отсчета.

Если события в системе К' пространственно разобщены ($x_1' \neq x_2'$), но одновременно ($t_1' = t_2'$), то в системе К' согласно преобразованиям Лоренца (7.8),

$$\begin{aligned} x_1' &= \frac{x_1 - \vartheta t}{\sqrt{1 - \beta^2}}, & x_2' &= \frac{x_2 - \vartheta t}{\sqrt{1 - \beta^2}}, \\ t_1' &= \frac{1 - \frac{\vartheta x_1}{c^2}}{\sqrt{1 - \beta^2}}, & t_2' &= \frac{1 - \frac{\vartheta x_2}{c^2}}{\sqrt{1 - \beta^2}}, \\ x_1' &\neq x_2', & t_1' &\neq t_2' \end{aligned}$$

Таким образом, в системе К' эти события, оставаясь пространственно разобщенными, оказываются и неодновременными. Знак разности $t_2' - t_1'$ определяется знаком выражения $\vartheta(x_1 - x_2)$, поэтому в различных точках системы отсчета К' (при различных ϑ) разность $t_2' - t_1'$ будет различной по величине и может отличаться по знаку. Следовательно, в одних системах отсчета первое событие может предшествовать второму, в то время как в других системах отсчета, наоборот, второе событие предшествует первому. Сказанное, однако, не относится к причинно-следственным событиям, т.к. можно показать, что порядок следования, так как причинно-следственных событий одинаков во всех инерциальных системах отсчета.

2. Длительность событий в разных системах отсчета.

Пусть в некоторой точке (с координатой x), покоящейся относительно системы К, происходит событие, длительность которого (разность показаний часов в конце и начале события)

$\tau = t_2 - t_1$, где индексы 1 и 2 соответствуют началу и концу события. Длительность этого же события в системе K'

$$\tau' = t'_2 - t'_1, \quad (7.9)$$

причем началу и концу события, согласно (7.8)

$$t'_1 = \frac{t_1 - \beta x / c^2}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

$$t'_2 = \frac{t_2 - \beta x / c^2}{\sqrt{1 - \beta^2}}. \quad (7.10)$$

Подставляя (7.10) в (7.9), получим

$$\tau' = \frac{t_2 - t_1}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

$$\tau' = \frac{\tau}{\sqrt{1 - \beta^2}}.$$

или

(7.11)

Из соотношения (7.10) вытекает, что $\tau < \tau'$, т.е. длительность события, происходящего в некоторой точке, наименьшая в той инерциальной системе отсчета, относительно которой эта точка неподвижна.

Этот результат может быть еще истолкован следующим образом: интервал времени τ' , отсчитанный по часам в системе K' , с точки зрения наблюдателя в системе K , продолжительнее интервала τ , отсчитанного по его часам. Следовательно, часы, движущиеся относительно инерциальной системы отсчета идут медленнее покоящихся часов. На основании относительности понятий "неподвижная" и "движущаяся" системы соотношения для τ и τ' обратимы. Из (7.11) следует, что замедление хода часов становится заметным лишь при скоростях, близких к скорости света в вакууме.

Релятивистский эффект замедления хода часов является совершенно реальным и получил экспериментальное подтверждение при изучении нестабильных, самопроизвольно распадающихся элементарных частиц в опытах с π -мезонами. Среднее время жизни покоящихся π -мезонов (по часам, движущимся вместе с ними) $\tau \approx 2,2 \cdot 10^{-8}$ с. Следовательно, π -мезоны, образующиеся в верхних слоях атмосферы (на высоте ≈ 30 км) и движущиеся со скоростью, близкой к скорости света, должны были бы проходить расстояние $ct = 6,6$ м, т.е. не могли бы достигать земной поверхности, что противоречит действительности.

3. Длина тел в разных системах отсчета.

Рассмотрим стержень, расположенный вдоль оси x' и покоящийся относительно системы K' .

Длина стержня в системе K' будет $l'_0 = x'_2 - x'_1$, где x'_1 и x'_2 - не изменяющиеся со временем t'

координаты начала и конца стержня, а индекс 0 показывает, что в системе отсчета K' стержень покоится. Определим длину этого стержня в системе K , относительно которой он движется со скоростью \mathfrak{V} . Для этого необходимо измерить координаты его концов x_1 и x_2 в системе K в один и тот же момент времени t . Их разность $\ell = x_2 - x_1$ и даст длину стержня в системе K .

Используя преобразования Лоренца (7.8), получим

$$\ell'_0 = x'_2 - x'_1 = \frac{x_2 - \mathfrak{V}t}{\sqrt{1 - \beta^2}} - \frac{x_1 - \mathfrak{V}t}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{x_2 - x_1}{\sqrt{1 - \beta^2}},$$

$$\ell'_0 = \frac{\ell}{\sqrt{1 - \beta^2}}.$$

т.е.

(7.12)

Таким образом, длина стержня, измеренная в системе, относительно которой он движется, оказывается меньше длины, измеренной в системе, относительно которой стержень покоится. Если стержень покоится в системе K , то, определяя ее длину в системе K , опять-таки приходим к выражению (7.12).

Из выражения (7.12) следует, что линейный размер тела, движущегося относительно инерциальной системы отсчета, уменьшается в направлении движения в $\sqrt{1 - \beta^2}$ раз, т.е. так называемое **лоренцово сокращение длины** тем больше, чем больше скорость движения. Из второго и третьего уравнений преобразования Лоренца (7.8) следует, что $y'_2 - y'_1 = y_2 - y_1$ и $z'_2 - z'_1 = z_2 - z_1$, т.е. поперечные размеры тела не зависят от скорости его движения и одинаковы во всех инерциальных системах отсчета. Таким образом, линейные размеры тела наибольшие в той инерциальной системе отсчета, относительно которой тело покоится.

4. Релятивистский закон сложения скоростей.

Рассмотрим движение материальной точки в системе K' , в свою очередь движущейся относительно системы K со скоростью \mathfrak{V} . Определим скорость этой же точки в системе K . Если в системе K движение точки в каждый момент времени t определяется координатами x, y, z , а в системе K' в момент времени t - координатами x', y', z' , то

$$\mathfrak{V}_x = \frac{dx}{dt}, \quad \mathfrak{V}_y = \frac{dy}{dt}, \quad \mathfrak{V}_z = \frac{dz}{dt}$$

$$\text{и} \quad \mathfrak{V}'_x = \frac{dx'}{dt}, \quad \mathfrak{V}'_y = \frac{dy'}{dt}, \quad \mathfrak{V}'_z = \frac{dz'}{dt}.$$

представляет собой соответственно проекции на оси x, y, z и x', y', z' вектора скорости рассматриваемой точки относительно систем K и K' .

Согласно преобразованиям Лоренца (7.8), произведя соответствующие преобразования, получаем **релятивистский закон сложения** скоростей специальной теории относительности:

$$\begin{array}{l}
 K' \rightarrow K \\
 u_x = \frac{u'_x + \vartheta}{1 + \frac{\vartheta u'_x}{c^2}}, \\
 u_y = \frac{u'_y \sqrt{1 - \beta^2}}{1 + \frac{\vartheta u'_x}{c^2}}, \\
 u_z = \frac{u'_z \sqrt{1 - \beta^2}}{1 + \frac{\vartheta u'_x}{c^2}}
 \end{array}
 \qquad
 \begin{array}{l}
 K \rightarrow K' \\
 u'_x = \frac{u_x - \vartheta}{1 - \frac{\vartheta u_x}{c^2}}, \\
 u'_y = \frac{u_y \sqrt{1 - \beta^2}}{1 - \frac{\vartheta u_x}{c^2}}, \\
 u'_z = \frac{u_z \sqrt{1 - \beta^2}}{1 - \frac{\vartheta u_x}{c^2}}.
 \end{array}
 \tag{7.13}$$

Если материальная точка движется параллельно относительно оси x , то скорость и относительно системы K совпадает с u_x , а скорость u' относительно K' - u'_x . Тогда закон сложения скоростей примет вид

$$u = \frac{u' + \vartheta}{1 + \frac{\vartheta u'}{c}}, \quad u' = \frac{u - \vartheta}{1 - \frac{\vartheta u}{c}}.
 \tag{7.14}$$

Легко убедиться в том, что, если скорости ϑ , u' и u малы по сравнению со скоростью света c , то формулы (7.13) и (7.14) переходят в закон сложения скоростей в классической механике (7.4). Таким образом, законы релятивистской механики в предельном случае для малых скоростей (по сравнению со скоростью света) переходят в законы классической физики, которая, следовательно, является частным случаем механики Эйнштейна для малых скоростей.

Релятивистский закон сложения скоростей подчиняется второму постулату Эйнштейна.

$$u = \frac{c + \vartheta}{1 + \frac{c\vartheta}{c^2}} = c$$

Действительно, если $u'=c$, то формула (7.14) примет вид $u = \frac{c + \vartheta}{1 + \frac{c\vartheta}{c^2}} = c$ (аналогично можно показать, что при $u=c$ скорость u' также равна c). Этот результат свидетельствует в том, что релятивистский закон сложения скоростей находится в согласии с постулатами Эйнштейна.

Докажем также, что если складываемые скорости сколь угодно близки к скорости света c , то их результирующая скорость будет всегда меньше или равна c . В качестве примера рассмотрим предельный случай $u'=\vartheta=c$. После подстановки в формулу (7.14) получим $u=c$. Таким образом, при сложении любых скоростей результат не может превысить скорости света в вакууме. Скорость света в вакууме есть предельная скорость, которую невозможно превысить.

7.5. Интервал между событиями

Преобразования Лоренца и следствия из них приводят к выводу об относительности длин и промежутков времени, значение которых в различных системах отсчета разное.

В то же время относительный характер длин и промежутков времени в теории Эйнштейна означает относительность отдельных компонентов какой-то реальной физической величины, не зависящей от системы отсчета, т.е. являющейся инвариантной по отношению к преобразованиям координат. В четырехмерном пространстве Эйнштейна, в котором каждое событие характеризуется четырьмя координатами (x, y, z, t) , такой физической величиной является **интервал** между двумя событиями:

$$S_{12} = \sqrt{c^2(t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2}, \quad (7.15)$$

где, $\sqrt{(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2} = \ell_{12}$ - расстояние между точками обычного трехмерного пространства, в котором эти события произошли. Введя обозначение $t_{12} = t_2 - t_1$, получим

$$S_{12}^2 = c^2 t_{12}^2 - \ell_{12}^2.$$

Покажем, что интервал между двумя событиями одинаков во всех инерциальных системах отсчета. Обозначив

$$\Delta t = t_2 - t_1, \quad \Delta x = x_2 - x_1, \quad \Delta y = y_2 - y_1, \quad \Delta z = z_2 - z_1,$$

выражение (7.15) можно записать в виде

$$S_{12}^2 = c^2 (\Delta t)^2 - (\Delta x)^2 - (\Delta y)^2 - (\Delta z)^2.$$

Интервал между теми же событиями в системе K' равен

$$(S'_{12})^2 = c^2 (\Delta t')^2 - (\Delta x')^2 - (\Delta y')^2 - (\Delta z')^2. \quad (7.16)$$

Согласно преобразованиям Лоренца (7.8),

$$\begin{aligned} \Delta x' &= \frac{\Delta x - \beta c \Delta t}{\sqrt{1 - \beta^2}}, \\ \Delta y' &= \Delta y, \quad \Delta z' = \Delta z, \\ \Delta t' &= \frac{\Delta t - \beta \Delta x / c}{\sqrt{1 - \beta^2}}. \end{aligned}$$

Подставив эти значения в (7.16), после элементарных преобразований получим, что $(S'_{12})^2 = c^2 (\Delta t)^2 - (\Delta x)^2 - (\Delta y)^2 - (\Delta z)^2$, т.е. $(S'_{12}) = S_{12}$

Обобщая полученные результаты, можно сделать вывод, что интервал, определяя пространственно-временные соотношения между событиями, является инвариантом при переходе

от одной инерциальной системы отсчета к другой. Инвариантность интервала означает, что, несмотря на относительность длин и промежутков времени, течение событий носит объективный характер и не зависит от системы отсчета.

Теория относительности, таким образом, сформулировала новое представление о пространстве и времени, обобщенное далее в диалектическом материализме. Пространственно-временные отношения являются не абсолютными величинами, как утверждала механика Галилея-Ньютона, а относительными. Следовательно, представления об абсолютном пространстве и времени являются несостоятельными. Кроме того, инвариантность интервала между двумя событиями свидетельствует о том, что пространство и время органически связаны между собой и образуют единую форму существования материи – пространство – время.

Пространство и время не существуют вне материи и независимо от нее. Дальнейшее развитие относительности (**общая теория относительности**) показало, что свойства пространства-времени в данной области определяются действующими в ней полями тяготения.

7.6. Основной закон релятивистской динамики материальной точки

Согласно представлениям классической механики, масса тела есть величина постоянная. Однако в конце XIX столетия на опытах с быстро движущимися электронами было установлено, что масса тела зависит от скорости его движения, а именно: возрастает с увеличением скорости по закону

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}, \quad (7.17)$$

где m - масса точки в системе отсчета, относительно которой она движется со скоростью v , m_0 - масса покоя материальной точки, т.е. масса, измеренная в той инерциальной системе отсчета, относительно которой материальная точка находится в покое; c - скорость света в вакууме.

Из принципа относительности Эйнштейна, утверждающего инвариантность всех законов природы при переходе от одной инерциальной системы отсчета к другой, следует условие инвариантности уравнений физических законов относительно преобразований Лоренца. Основной закон динамики Ньютона

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

оказывается также инвариантным по отношению к преобразованиям Лоренца, если в нем справа стоит производная по времени от релятивистского импульса.

Основной закон релятивистской динамики и материальной точки имеет вид

$$\vec{F} = \frac{d}{dt} \left(\frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \vec{v} \right) \quad (7.18)$$

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

или

где

$$\vec{p} = m\vec{v} = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \vec{v} \quad (7.20)$$

релятивистский импульс с материальной точки.

Отметим, что уравнение (7.19) внешне совпадает с основным уравнением ньютоновской механики (2.7). Однако физический смысл его другой: справа стоит производная по времени от релятивистского импульса, определяемого формулой (7.20). Таким образом, уравнение (7.18) инвариантно по отношению к преобразованиям Лоренца и, следовательно, удовлетворяет принципу относительности Эйнштейна. Следует учитывать, что ни импульс, ни сила не являются инвариантными величинами. Более того, в общем случае ускорение не совпадает по направлению с силой.

В силу однородности пространства в релятивистской механике выполняется **закон сохранения релятивистского импульса**: релятивистский импульс замкнутой системы сохраняется, т.е. не изменяется с течением времени. Часто вообще не оговаривают, что рассматривают релятивистский импульс, т. к. если тела движутся со скоростями, близкими к c , то можно использовать только релятивистское выражение для импульса.

Анализ формул (7.17), (7.18) и (7.20) показывает, что при скоростях, значительно меньших скорости света, уравнение (7.18) переходит в основной закон классической механики. Следовательно, условием применимости законов классической (ньютоновской) механики является условие $v \ll c$. Законы классической механики получаются как следствие теории относительности для предельного случая $v \ll c$. Таким образом, классическая механика - это механика макротел, движущихся с малыми скоростями.

Экспериментальное доказательство зависимости массы от скорости (7.17) является подтверждением справедливости специальной теории относительности.

7.7. Законы взаимосвязи массы и энергии

Найдем кинетическую энергию релятивистской частицы (материальной точки). Известно, что приращение кинетической энергии материальной точки на элементарном перемещении равно работе силы на этом перемещении:

$$dT = dA \text{ или } dT = \vec{F} d\vec{r} . \quad (7.21)$$

Учитывая, что $d\vec{r} = \vec{v} dt$, и, подставив в (7.21) выражение (7.18), получим

$$dT = \frac{d}{dt} \left(\frac{m_0 \vec{v}}{\sqrt{1 - \frac{\mathfrak{g}^2}{c^2}}} \right) \vec{v} dt .$$

Преобразовав данное выражение с учетом того, что $\vec{v} \cdot d\vec{v} = \mathfrak{g} \cdot d\mathfrak{g}$, и формулы (7.17), придем к выражению

$$dT = d \left(\frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \frac{\mathfrak{g}^2}{c^2}}} \right) = c^2 dm , \quad (7.22)$$

т.е. приращение кинетической энергии частицы пропорционально приращению ее массы.

Так как кинетическая энергия покоящейся частицы равна нулю, а ее масса равна массе покоя m_0 , то, проинтегрировав (7.22) получим

$$T = (m - m_0) c^2 , \quad (7.23)$$

или кинетическая энергия релятивистской частицы имеет вид

$$T = m_0 c^2 \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{\mathfrak{g}^2}{c^2}}} - 1 \right) . \quad (7.24)$$

Выражение при скоростях $\mathfrak{g} \ll c$ переходит в классическое: $T = \frac{m_0 \mathfrak{g}^2}{2}$. Разлагая в ряд $\left(1 - \frac{\mathfrak{g}^2}{c^2} \right)^{-1/2} = 1 + 0,5 \frac{\mathfrak{g}^2}{c^2} + 3 \frac{\mathfrak{g}^4}{8c^4} + \dots$ при $\mathfrak{g} \ll c$, правомерно пренебречь членами второго порядка малости.

А. Эйнштейн обобщил положение (7.22), предположив, что оно справедливо не только для кинетической энергии материальной точки, но и для полной энергии, а именно: любое изменение массы m сопровождается изменением полной энергии материальной точки,

$$\Delta E = c^2 \Delta m. \quad (7.25)$$

Отсюда Эйнштейн пришел к универсальной зависимости между полной энергией тела E и его массой m :

$$E = mc^2 = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \frac{\mathfrak{D}^2}{c^2}}}. \quad (7.26)$$

Уравнение (7.25), равно как и (7.26), выражает фундаментальный закон природы – **закон взаимосвязи (пропорциональности) массы и энергии**: полная энергия системы равна произведению ее массы на квадрат скорости света в вакууме. В полную энергию E не входит потенциальная энергия тела во внешнем поле.

Закон (7.26) можно, учитывая выражение (7.23), записать в виде

$$E = m_0 c^2 + T,$$

откуда следует, что покоящееся тело ($T=0$) также обладает энергией

$$E_0 = m_0 c^2,$$

называемой **энергией покоя**. Классическая механика энергию покоя E_0 не учитывает, считая, что при $\mathfrak{D} = 0$ энергия покоящегося тела равна нулю.

В силу однородности времени в релятивистской механике, как и в классической, выполняется **закон сохранения энергии**: полная энергия замкнутой системы сохраняется, т.е. не изменяется с течением времени.

Из формул (7.26) и (7.20) найдем релятивистское соотношение между полной энергией и импульсом частицы:

$$E^2 = m^2 c^4 = m_0^2 c^4 + p^2 c^2, \\ E = \sqrt{m_0^2 c^4 + p^2 c^2}. \quad (7.27)$$

Возвращаясь к уравнению (7.26), отметим еще раз, что оно имеет универсальный характер. Оно применимо ко всем формам энергии, т.е. можно утверждать, что с энергией, какой бы формы она ни была, связана масса

$$m = \frac{E}{c^2} \quad (7.28)$$

и, наоборот, со всякой массой связана определенная энергия (7.26).

Чтобы охарактеризовать прочность связи и устойчивость системы каких-либо частиц (например, атомного ядра как системы из протонов и нейтронов),

рассматривают энергию связи. **Энергия связи системы** равна работе, которую необходимо затратить, чтобы разложить эту систему на составные части (например, атомное ядро - на протоны и нейтроны),

Энергия связи системы

$$E_{\text{СВ}} = \sum_{i=1}^n m_{0i} c^2 - M_0 c^2, \quad (7.29)$$

где m_{0i} - масса покоя i -и частицы в свободном состоянии; M_0 - масса покоя системы, состоящей из n частиц.

Закон взаимосвязи массы и энергии блестяще подтвержден экспериментом о выделении энергии при протекании ядерных реакций. Он широко используется для расчета энергетических эффектов при ядерных реакциях и превращениях элементарных частиц.

Рассматривая выводы специальной теории относительности, видим, что она, как, впрочем, и любые крупные открытия, потребовала пересмотра многих установившихся и ставших привычными представлений. Масса тела не остается постоянной величиной, а зависит от скорости тела; длина тел и длительность событий не являются абсолютными величинами, а носят относительный характер; наконец, масса и энергия оказались связанными друг с другом, хотя они и являются качественно различными свойствами материи.

Эту ломку укоренившихся представлений некоторые буржуазные философы пытались использовать для распространения двух разновидностей идеализма: энергетизма и философского релятивизма. Первая из этих теорий рассматривала возможность преобразования массы в энергию и, наоборот, энергии в массу, доказывая "эквивалентность материи и «энергии»". Закон взаимосвязи массы и энергии, действительно, утверждает, что любые превращения энергии тела сопровождаются изменениями его массы, однако при этом масса не "переходит в энергию". Закон взаимосвязи массы и энергии является подтверждением неразрывности материи и движения - одного из основных положений диалектического материализма.

Основной вывод теории относительности сводится к тому, что пространство и время органически связаны и образуют единую форму существования материи – пространство – время. Только поэтому пространственно-временной интервал между двумя событиями является абсолютным, в то время как пространственные и временные промежутки между этими событиями относительны. Следовательно, вытекающие из преобразований Лоренца следствия являются выражением объективно существующих пространственно-временных соотношений движущейся материи.