

## 9.8 Релятивистская динамика

Принцип относительности **Эйнштейна** требует, чтобы все законы природы имели один и тот же вид во всех инерциальных системах отсчета. Этому принципу должны удовлетворять, в том числе, законы сохранения импульса, энергии и **2-й закон динамики Ньютона**.  
Прежняя форма **2-го закона Ньютона**

$$\frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{F} \quad \text{где} \quad \vec{p} = m_0 \vec{v}$$

*не является релятивистски инвариантной*, так как она меняет свой вид при переходе из одной инерциальной системы отсчета в другую.

Для нахождения нового, релятивистски инвариантного уравнения динамики воспользуемся свойством инвариантности интервала между двумя событиями

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

Это выражение дает “длину” 4-х мерного вектора в пространстве Минковского в инерциальной системе отсчета  $K$ . Компонентами этого вектора выступают три проекции на декартовы оси и одна проекция на ось времени

$$\Delta x, \Delta y, \Delta z, c\Delta t$$

При переходе к новой инерциальной системе отсчета  $K'$ , движущейся относительно  $K$  вдоль оси  $y$  со скоростью  $V$  эти компоненты меняются согласно преобразованиям Лоренца

$$\Delta x' = \Delta x \quad \Delta z' = \Delta z \quad \Delta y' = \frac{\Delta y - V\Delta t}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} \quad \Delta t' = \frac{\Delta t - \frac{V\Delta y}{c^2}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}}$$

При этом интервал (длина 4-х мерного вектора) не меняется  $\Delta s = \Delta s'$

Пусть некоторое физическое свойство описывается **4-х** мерным вектором с компонентами на **4-е** оси системы **K**

$$\underline{A} = (A_x, A_y, A_z, A_t) \quad \text{где } A_t \text{ – аналог } c\Delta t$$

Потребуем, чтобы при переходе к новой системе координат **K'** компоненты этого вектора преобразовывались также как и разности координат двух точек

$$A'_{x'} = A_x ; \quad A'_{y'} = A_y ; \quad A'_{y'} = \frac{A_y - V \cdot A_t}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} \quad A'_{t'} = \frac{A_t - \frac{V \cdot A_y}{c^2}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}}$$

Тогда **“длина”** вектора **A** будет инвариантом, как и интервал

$$\left(A_t\right)^2 - \left(A_x\right)^2 - \left(A_y\right)^2 - \left(A_z\right)^2 = \left(A'_{t'}\right)^2 - \left(A'_{x'}\right)^2 - \left(A'_{y'}\right)^2 - \left(A'_{z'}\right)^2$$

Любой физический закон выражает связь между физическими величинами. Пусть, например, закон связывает две физические величины **A** и **B**, которые в инерциальной системе **K** изображаются 4-х мерными векторами в пространстве Минковского

$$\overset{\sqcup}{A} = (A_x, A_y, A_z, A_t) \quad ; \quad \overset{\sqcup}{B} = (B_x, B_y, B_z, B_t)$$

Тогда релятивистски инвариантный закон можно записать в виде равенства этих векторов, поскольку преобразования двух векторов при переходе к новой инерциальной системе отсчета **K'** происходят по одинаковым формулам и значит равенство этих векторов, то есть физический закон, не будет менять свою форму

$$\overset{\sqcup}{A} = \overset{\sqcup}{B} \quad ; \quad \overset{\sqcup}{A'} = \overset{\sqcup}{B'}$$

**В компонентах**

$$A_x = B_x \quad ; \quad A_y = B_y \quad ; \quad A_z = B_z \quad ; \quad A_t = B_t$$

$$A'_x = B'_x \quad ; \quad A'_y = B'_y \quad ; \quad A'_z = B'_z \quad ; \quad A'_t = B'_t$$

Для нахождения релятивистского выражения  $\overset{\square}{U}$  импульса рассмотрим частицу, которая движется со скоростью  $\overset{\square}{v}$  относительно *неподвижной* инерциальной системы **K**. Пусть за время  $dt$  частица переместилась на вектор  $\overset{\square}{dr}$ .

Составим **4-х** мерный вектор с компонентами

$$(\overset{\square}{dr}, c dt)$$

Если умножить этот вектор на некоторую постоянную, то получим снова **4-х** мерный вектор. Выберем в качестве такой постоянной

$$m_0 / dt_0$$

где  $m_0$  – некоторая константа,

$$dt_0 = dt \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2} \quad \text{– собственное время, в системе отсчета, связанной с частицей.}$$

В результате умножения получим новый **4-х** мерный вектор с компонентами

$$\begin{aligned} \frac{m_0}{dt_0} (dr, cdt) &= \frac{m_0}{dt \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} (dr, cdt) = \\ &= \frac{m_0}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} \left(\frac{dr}{dt}, c\right) = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} (\mathbf{v}, c) = m(\mathbf{v}, c) \end{aligned} \tag{9.8.1}$$

Здесь введено обозначение

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} \quad (9.8.2)$$

Если частица движется медленно, так что  $v/c \ll 1$ ,  $m \approx$

$m_0$ , то пространственная составляющая 4-х мерного вектора нерелятивистской частицы  $(m_0 \overset{\square}{v}, m_0 c)$  будет равна импульсу в ньютоновской механике

$$\overset{\square}{p} = m_0 \overset{\square}{v}$$

если  $m_0$  отождествить с массой частицы в нерелятивистской механике. Ее называют *массой покоя* - это масса частицы в системе, относительно которой частица находится в состоянии покоя.

В релятивистской механике вектор импульса вводится по аналогии согласно

$$\overset{\square}{P} = m \overset{\square}{v} \quad (9.8.3)$$

$m$  – *релятивистская масса*

Применение формулы (9.8.3) к системе тел, в частности к удару двух шаров показывает, что суммарный импульс системы сохраняется.

Вектор импульса можно записать в другом виде

$$\vec{P} = m\vec{v} = m \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{m_0 d\vec{r}}{dt \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} = m_0 \frac{d\vec{r}}{dt_0} \quad (9.8.4)$$

где  $dt_0$  - собственное время.

Эксперименты на ускорителях элементарных частиц подтверждают, что релятивистский импульс, определенный формулами (9.8.3-9.8.4), сохраняется во всех процессах столкновений.

При приближении скорости частицы к скорости света

$v \rightarrow c$  релятивистская масса частицы  $m$  неограниченно растет.

Подставим релятивистский импульс во **2-ой закон Ньютона**, получим **основной закон релятивистской динамики материальной точки**

$$\begin{aligned}
 \vec{F} &= \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d}{dt} \left( \frac{m_0 \vec{v}}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} \right) = & (9.8.5) \\
 &= \frac{m_0}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} \frac{d\vec{v}}{dt} + \frac{m_0 \vec{v}}{c^2 \left[1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2\right]^{3/2}} \vec{v} \frac{dv}{dt} = \\
 &= m \vec{a} + m(\vec{a} \cdot \vec{v}) \frac{\vec{v}}{c^2 \left[1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2\right]}
 \end{aligned}$$

Из него следует, что ускорение точки

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}$$

в общем случае *не совпадает с направлением силы.*

Значит, сопротивление тела движущей силе зависит от угла между силой и скоростью.

Поэтому в релятивистской механике масса тела перестает играть роль меры инертности тела.

## 9.9 Взаимосвязь массы и энергии

Найдем кинетическую энергию релятивистской частицы. Для этого используем то, что элементарная работа на малом перемещении равна приращению кинетической энергии

$$\begin{aligned}
 dT = dA &= (\vec{F} d\vec{r}) = (\vec{F} \vec{v}) dt = \left( \frac{d\vec{P}}{dt} \vec{v} \right) dt = (dP \vec{v}) = \\
 &= m_0 \left( d \left( \frac{\vec{v}}{\sqrt{1 - \left( \frac{v}{c} \right)^2}} \right) \vec{v} \right) = \frac{m_0 (\vec{v} d\vec{v})}{\sqrt{1 - \left( \frac{v}{c} \right)^2}} + \frac{m_0 v^2 (\vec{v} d\vec{v})}{c^2 \left( 1 - \left( \frac{v}{c} \right)^2 \right)^{3/2}}
 \end{aligned}$$

Учитывая, что  
получаем

$$\left( \overset{\boxtimes}{v} d \overset{\boxtimes}{v} \right) = d \left( \frac{v^2}{2} \right)$$

после преобразований

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

Интегрируя, находим кинетическую энергию

$$T = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \left( \frac{v}{c} \right)^2}} + \text{const}$$

Константу интегрирования найдем из условия, что кинетическая энергия покоящейся частицы равна нулю.

Полагаем  $v = 0$

$$0 = m_0 c^2 + \text{const}$$
$$\text{const} = -m_0 c^2$$

Поэтому кинетическая энергия релятивистской частицы равна

$$T = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} - m_0 c^2 \quad (9.9.1)$$

Для малых скоростей  $v \ll c$  получаем нерелятивистское выражение для кинетической энергии

$$T = m_0 c^2 \left(1 + \frac{v^2}{2c^2} + \dots - 1\right) \approx \frac{m_0 v^2}{2}$$

Энергия  $E_0 = m_0 c^2$  называется энергией покоя.

Энергия покоя является внутренней энергией тела, она не связана с его движением как целого. Если тело состоит из многих частиц, то энергия покоя равна сумме энергий покоя этих частиц, их кинетических энергий движения относительно центра масс и потенциальной энергии взаимодействия друг с другом.

Сумма кинетической энергии и энергии покоя дает полную энергию свободной частицы

$$E = T + E_0 = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} = m c^2 \quad (9.9.2)$$

Эта формула выражает собой взаимосвязь между массой тела и его энергией. Она показывает, что всякое изменение массы тела приводит к изменению его энергии.

В полную энергию свободной частицы  $E$  не входит потенциальная энергия тела во внешнем поле.

Используя выражение для релятивистский импульса, выразим полную энергию свободной частицы через импульс

$$P^2 = \frac{m_0 v^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} \quad ; \quad E^2 = \frac{m_0^2 c^4}{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

Отсюда находим релятивистское соотношение между полной энергией и импульсом частицы

$$E^2 = m_0^2 c^4 + P^2 c^2$$

или

$$E = c \sqrt{m_0^2 c^2 + P^2} \quad (9.9.3)$$

## 9.10 Законы преобразований релятивистского импульса и энергии

Пусть, как и раньше, система **K** неподвижная, а система **K'** движется относительно нее со скоростью **V** вдоль оси **y**.

Пусть частица в системе **K** за малое время **dt** переместилась на малый вектор  $\overline{dr}$  проекциями на декартовы оси **dx**, **dy**, **dz**.

Согласно преобразованиям Лоренца в системе **K'** частица за время **dt'** переместится на вектор  $\overline{dr}'$  с проекциями **dx'**, **dy'**, **dz'**

$$dx' = dx \quad dz' = dz$$

$$dy' = \frac{dy - Vdt}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}}$$

$$dt' = \frac{dt - \frac{Vdy}{c^2}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}}$$

Умножим эти уравнения на массу покоя частицы  $m_0$  и разделим на собственное время частицы  $dt_0$  (отсчитанное по часам неподвижным относительно частицы), а выражение с временами умножим, кроме того, на скорость света  $c$

$$\begin{aligned}
 m_0 dx'/dt_0 &= m_0 dx/dt_0 \\
 m_0 dz'/dt_0 &= m_0 dz/dt_0 \\
 m_0 \frac{dy'}{dt_0} &= \frac{m_0 \frac{dy}{dt_0} - m_0 V \frac{dt}{dt_0}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} \\
 c \cdot m_0 \frac{dt'}{dt_0} &= \frac{c \cdot m_0 \frac{dt}{dt_0} - m_0 \frac{V dy}{c \cdot dt_0}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}}
 \end{aligned}
 \tag{9.10.1}$$

Учтем, что согласно (9.8.3)  $\boxed{P} = m_0 \frac{dr}{dt_0}$  ;  $\boxed{P'} = m_0 \frac{dr'}{dt_0}$

Или в компонентах

$$P_x = m_0 \frac{dx}{dt_0} ; P_y = m_0 \frac{dy}{dt_0} ; P_z = m_0 \frac{dz}{dt_0}$$

$$P'_x = m_0 \frac{dx'}{dt_0} ; P'_y = m_0 \frac{dy'}{dt_0} ; P'_z = m_0 \frac{dz'}{dt_0}$$

Так как  $dx' = dx$   $dz' = dz$

то  $P_x = P'_x$  ;  $P_z = P'_z$

Поскольку

$$dt_0 = dt \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}$$

то полную энергию частицы в системе **К** можно записать в виде

$$E = mc^2 = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} = m_0 c^2 \frac{dt}{dt_0} \rightarrow \frac{dt}{dt_0} = \frac{E}{m_0 c^2}$$

Аналогично полная энергия частицы в системе **К'** равна

$$E' = m_0 c^2 \frac{dt'}{dt_0} \rightarrow \frac{dt'}{dt_0} = \frac{E'}{m_0 c^2}$$

Тогда формулу, связывающую проекции импульсов на ось  $y$  в двух системах отсчета можно переписать в виде

$$P'_y = m_0 \frac{dy'}{dt_0} = \frac{m_0 \frac{dy}{dt_0} - m_0 V \frac{dt}{dt_0}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} = \frac{P_y - m_0 V \frac{E}{m_0 c^2}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} = \frac{P_y - V \frac{E}{c^2}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}}$$

Теперь из формулы (9.10.1), связывающей времена в двух системах отсчета, получим формулу, связывающую полные энергии частицы в этих системах

$$\begin{aligned}
 c \cdot m_0 \frac{dt'}{dt_0} &= c \cdot m_0 \frac{E'}{m_0 c^2} = \frac{E'}{c} = \frac{c \cdot m_0 \frac{dt}{dt_0} - m_0 \frac{V dy}{c \cdot dt_0}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} = \\
 &= \frac{c \cdot m_0 \frac{E}{m_0 c^2} - \frac{V P_y}{c}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} = \frac{\frac{E}{c} - \frac{V P_y}{c}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} =
 \end{aligned}$$

Запишем окончательные формулы, связывающие компоненты релятивистского импульса и энергии в двух системах

$$P'_x = P_x \quad ; \quad P'_z = P_z \quad P'_y = \frac{P_y - V \frac{E}{c^2}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}}$$
$$\frac{E'}{c} = \frac{\frac{E}{c} - \frac{VP_y}{c}}{\sqrt{1 - \left(\frac{V}{c}\right)^2}} \quad (9.10.2)$$

Из формул (9.10.2) и результатов параграфа (9.8) следует, что совокупность величин

$$P_x \ ; \ P_y \ ; \ P_z \ ; \ \frac{E}{c} \ \rightarrow \ (\overset{\boxtimes}{P}, \frac{E}{c})$$

образует 4-х мерный вектор - *вектор энергии-импульса*.

Сравнивая с прежней формулой (9.8.1) для 4-х мерного вектора

$$\text{видим, что они совпадают, так как} \quad m(\overset{\boxtimes}{v}, c) \quad \overset{\boxtimes}{P} = m \overset{\boxtimes}{v} \quad ; \quad \frac{E}{c} = mc$$

Из (9.9.3), следует, что “длина” вектора энергии-импульса является инвариантом движения

$$\left( \frac{E}{c} \right)^2 - P_x^2 - P_y^2 - P_z^2 = m_0 c^2 \quad (9.10.3)$$

## 9.11 Энергия связи системы

Пусть покоящееся тело с массой покоя  $M_0$  состоит из  $N$  частей с массами покоя  $m_{0i}$ . Энергия покоя такого тела складывается из энергий покоя ее частей, кинетических энергий этих частей и потенциальной энергии взаимодействия их друг с другом.

Поэтому энергия покоя составного тела больше суммы энергий покоя его частей

$$M_0 c^2 > \sum_{i=1}^N m_{0i} c^2$$

Следовательно, масса составного тела больше суммы масс его частей. Значит, *масса взаимодействующих частиц теряет свойство аддитивности.*

При распаде составного тела на части энергия, равная разности

$$M_0 c^2 - \sum_{i=1}^N m_{0i} c^2$$

превращается в кинетическую энергию его частей.

При обратном процессе - неупругом соударении частиц они сливаются в одно целое, а их кинетическая энергия переходит в эквивалентное количество энергии покоя составного тела. Поэтому масса образовавшегося тела больше суммы масс исходных частиц на величину

$$\Delta M = M_0 - \sum_{i=1}^N m_{oi}$$

Составное тело не будет распадаться на части, если его энергия покоя меньше суммы энергий покоя частей

$$M_0 c^2 < \sum_{i=1}^N m_{oi} c^2$$

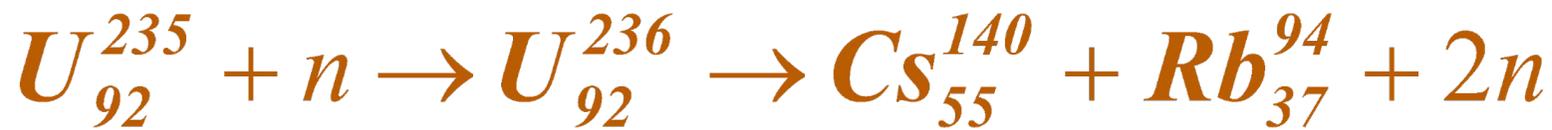
Чтобы разложить такое тело на составные части и разорвать связи между ними, необходимо затратить энергию, равную энергии связи

$$E_{\text{связи}} = \sum_{i=1}^N m_{oi} c^2 - M_0 c^2$$

Энергия связи равна работе, которую надо затратить, чтобы разложить систему на составные части.

*При слиянии частиц энергия связи выделяется.*

Например, цепная реакция деления ядер урана  $U_{92}^{235}$  при захвате медленных нейтронов идет одним из возможных способов согласно



Сумма масс урана  $U_{92}^{235}$  и нейтрона больше суммы масс распавшихся частиц на величину  $\Delta m = 4 \cdot 10^{-29}$  кг.

Этому избытку массы отвечает большая энергия

$$Дж = 250 \cdot МэВ \cdot 4 \cdot 10^{-11}$$

которая превращается в кинетическую энергию осколков деления и энергию фотонов.

*При синтезе легких ядер выделяется еще большая энергия.*

Например, при слиянии ядер тяжелого водорода дейтерия  $H_1^2$  или трития  $H_1^3$ , выделяется энергия



Однако, чтобы соединить эти ядра надо сблизить их до расстояния

$$\sim 2 \text{ fm} = 2 \cdot 10^{-15} \text{ м}$$

равного радиусу действия ядерных сил. Для этого надо совершить работу, равную потенциальной энергии отталкивания заряженных частей

$$0.35 \text{ МэВ}$$

Поэтому требуются очень высокие температуры  $\sim 10^7 \text{ К}$ .

## 9.12 Частицы с нулевой массой

Рассмотрим частицу, которая движется со скоростью, равной скорости света  $v = c$ . Согласно релятивистским формулам

$$E = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} \quad P = \frac{m_0 v}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

чтобы энергия и импульс были конечными такая частица должна иметь массу покоя, равную нулю  $m_0 = 0$ . Тогда из формулы

$$E = \sqrt{m_0^2 c^4 + P^2 c^2}$$

следует

$$E = Pc \quad P = \frac{E}{c} \quad (9.12.1)$$

Подобной частицей является **фотон** и возможно нейтрино.

Энергия фотона дается формулой **Планка**

$$E = h\nu$$

где  $h$  – постоянная **Планка**, равная  $6.62 \cdot 10^{-34}$  Дж·сек ,

$\nu$  - частота света.

Подставляя в (9.12.1), получаем выражение для импульса фотона

$$p = \frac{h\nu}{c}$$

## 9.13 Давление света

Свет представляет собой *поток корпускул - фотонов*. При поглощении света поверхности тела передается импульс, равный сумме импульсов поглощенных фотонов, что приводит к возникновению давления, оказываемого светом на тело.

Найдем давление света.

Пусть на единицу площади поверхности  $1 \text{ м}^2$  за  $1 \text{ сек}$  падает и ею поглощается  $N$  фотонов. В результате этой площади передается энергия ( *плотность потока энергии* )

$$W = Nh$$

и импульс

$$pN = \frac{h\nu}{c} N = \frac{W}{c}$$

Поскольку импульс, передан в единицу времени, то он равен силе, а так как сила отнесена к единице площади, то она равна давлению, испытываемому телом

$$P = \frac{W}{c}$$

Впервые световое давление в **1899 г.** измерил **Лебедев**.