

заряженных тела. Если одно из тел, например  $A$ , движется вместе с системой  $K'$ , то с точки зрения системы  $K$  его продольные (по отношению к направлению движения) размеры испытают сокращение, поперечные останутся неизменными.

Взаимодействие между телами  $A$  и  $B$  отвечает взаимодействию между заряженными сферой  $B$  и эллипсоидом  $A$ . При этом с точки зрения системы  $K'$  тело  $B$  является сферой, а тело  $A$  — эллипсоидом. С точки зрения системы  $K$  тело  $A$  остается сферой, а тело  $B$  превращается в эллипсоид. Однако величина взаимодействия  $A - B$  будет одной и той же в обеих системах отсчета.

Пример расчета взаимодействия между быстро движущимися электрическими зарядами будет разобран в § 20.

## § 7. Закон сложения скоростей Эйнштейна и преобразование углов

Важным следствием преобразований Лоренца является релятивистский закон сложения скоростей, который в теории относительности заменяет закон сложения скоростей Галилея.

Проще всего найти его, записав формулы преобразования Лоренца для дифференциалов пространственных координат и времени:

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

$$dy = dy',$$

$$dz = dz',$$

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

Пусть  $x', y', z'$  — координаты материальной точки, движущейся в системе координат  $K'$ . Компоненты скорости материальной точки в системе  $K'$  будут

$$u'_x = \frac{dx'}{dt'}; \quad u'_y = \frac{dy'}{dt'}; \quad u'_z = \frac{dz'}{dt'},$$

а в системе  $K$

$$u_x = \frac{dx}{dt}; \quad u_y = \frac{dy}{dt}; \quad u_z = \frac{dz}{dt}.$$

Разделив дифференциалы координат на дифференциал времени, находим

$$u_x = \frac{dx}{dt} = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{vu'_x}{c^2}}, \quad (7,1)$$

$$u_y = \frac{dy}{dt} = \frac{u'_y \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{1 + \frac{u'_x v}{c^2}}, \quad (7,2)$$

$$u_z = \frac{dz}{dt} = \frac{u'_z \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{1 + \frac{u'_x v}{c^2}}. \quad (7,3)$$

Формулы (7,1)—(7,3) носят названия закона сложения скоростей Эйнштейна. Они заменяют формулы сложения скоростей классической механики (2,1).

При  $v \ll c$  закон сложения скоростей Эйнштейна непосредственно переходит в (2,1), поскольку при этом

$$1 + \frac{u'_x v}{c^2} \approx 1, \\ \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \approx 1.$$

Из формул (7,1) и (7,2), как это, впрочем, и следовало ожидать, вытекает, что скорость света  $c$  является предельной скоростью. Если, например, частица в системе  $K'$  движется вдоль оси  $x$  со скоростью  $u = u'_x = c$ , то в неподвижной системе  $K$  ее скорость

$$u = \frac{c + v}{1 + \frac{cv}{c^2}} = c.$$

Если частица в системе  $K'$  движется со скоростью меньшей, чем скорость света, например,

$$u' = u'_x = c - \alpha \quad (\alpha > 0),$$

а система  $K'$  движется относительно  $K$  со скоростью  $v = c - \beta$  ( $\beta > 0$ ), то скорость частицы по отношению к неподвижной системе  $K$  равна

$$u = \frac{(2c - \alpha - \beta)c}{2c - \alpha - \beta + \frac{\alpha\beta}{c}} < c.$$

Таким образом, сумма двух скоростей, каждая из которых меньше скорости света  $c$ , всегда будет меньше скорости света. Сумма двух скоростей, одна из которых равна, а другая меньше скорости света, равна скорости света.

Из закона сложения скоростей непосредственно следует, что величина угла имеет относительное значение и изменяется при переходе от одной инерциальной системы отсчета к другой. Поскольку

$$\operatorname{tg} \theta = \frac{u_y}{u_x},$$

где  $\theta$  — угол, образуемый вектором скорости частицы с осью  $x$ , из (7,2) и (7,1) находим

$$\operatorname{tg} \theta = \frac{u' \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \sin \theta'}{v + u' \cos \theta'}, \quad (7,4)$$

где  $u'_x = u' \cos \theta'$ ,  $u'_y = u' \sin \theta'$ .

Последняя формула выражает закон преобразования углов в теории относительности. Она связывает углы  $\theta'$  и  $\theta$ , образуемые вектором скорости с осями  $x'$  и  $x$  соответственно.

В заключение следует подчеркнуть, что под скоростью тела  $v$  следует понимать такую скорость, с которой может перемещаться некоторое реальное тело или распространяться реальный процесс взаимодействия (сигнал). Можно представить себе, не входя в противоречие с теорией относительности, процессы, имеющие скорость, превышающую скорость  $c$ , но имеющие кинематический характер и не могущие переносить тела или осуществлять взаимодействие.

Рассмотрим, например, скорость движения воображаемой точки  $a$ , в которой пересекается линейка  $A$  с линейкой  $B$ , при вращении линейки  $B$ . Если угол  $\alpha$  как угодно мал, а длина подвижной линейки как угодно велика, скорость движения точки  $a$  также может быть как угодно велика. Однако движение воображаемой точки пересечения линеек не сопровождается переносом энергии и не может служить способом передачи сигналов и взаимодействий.

## § 8. Одновременность, близко- и дальноедействие

Пусть в некоторой инерциальной системе отсчета  $K'$  в точках  $x'_1$  и  $x'_2$  в некоторый момент времени  $t'$  одновременно произошли два физических события. С точки зрения классической физики два события, являющиеся одновременными в одной системе отсчета, происходят одновременно во всех других инерциальных системах отсчета.