

В дальнейшем мы, как правило, не будем явно различать геометрическую и кинематическую формы, и высказывание геометрического характера будет относиться к кинематической или геометрической форме в зависимости от того, связано оно с системой отсчета  $S$  или нет.

### § 3. Преобразования координат и времени

Пусть  $S$  и  $S'$  суть равноценные системы отсчета, т. е. пусть эти системы обладают единичными масштабами одинаковой длины и одинаково идущими часами при условии, что масштабы и часы сравниваются друг с другом в состоянии относительного покоя. Тогда очевидно, что любой закон природы, действующий в системе отсчета  $S$ , справедлив в точно такой же форме и в системе  $S'$ , если  $S$  и  $S'$  находятся в относительном покое. Принцип относительности требует, чтобы это полное совпадение законов распространялось также на случай, когда  $S'$  движется равномерно и прямолинейно относительно  $S$ . В частности, скорость света в пустоте по отношению к обеим системам должна выражаться одним и тем же числом.

Пусть точечное событие определяется относительно  $S$  переменными  $x, y, z, t$  и относительно  $S'$  — переменными  $x', y', z', t'$ , причем  $S$  и  $S'$  движутся относительно друг друга без ускорения. Найдем уравнения, связывающие между собой указанные переменные.

Можно сразу сказать, что эти уравнения должны быть линейными по отношению к указанным переменным, поскольку этого требуют свойства однородности пространства и времени. Отсюда, в частности, следует, что координатные плоскости системы  $S'$ , отнесенные к системе  $S$ , движутся равномерно; однако в общем случае эти плоскости не перпендикулярны друг другу. Если же выбрать положение оси  $x'$  так, чтобы ее направление относительно  $S$  совпадало с направлением движения  $S'$ , то из соображений симметрии следует, что координатные плоскости системы  $S'$ , отнесенные к системе  $S$ , должны быть перпендикулярными друг другу. В частности, можно выбрать обе системы координат так, чтобы ось  $x$  системы  $S$  и ось  $x'$  системы  $S'$  совпадали и чтобы отнесенная к  $S$  ось  $y'$  системы  $S'$  была параллельна оси  $y$  системы  $S$ . Далее выберем за начало отсчета времени в обеих системах момент, когда начала координат совпадают; тогда искомые линейные уравнения преобразований будут однородными.

Из известного теперь положения координатных плоскостей системы  $S'$  относительно  $S$  непосредственно вытекает, что каждые из следующих уравнений попарно эквивалентны:

$$x' = 0 \quad \text{и} \quad x - vt = 0,$$

$$y' = 0 \quad \text{и} \quad y = 0,$$

$$z' = 0 \quad \text{и} \quad z = 0.$$

Следовательно, три искомого формулы преобразований должны иметь вид

$$x' = a(x - vt),$$

$$y' = by,$$

$$z' = cz.$$

Поскольку скорость распространения света в пустоте относительно обеих систем координат равна  $c$ , уравнения

$$x^2 + y^2 + z^2 = c^2 t^2 \quad \text{и} \quad x'^2 + y'^2 + z'^2 = c^2 t'^2$$

должны быть эквивалентными.

Отсюда и из только что найденных выражений для  $x'$ ,  $y'$ ,  $z'$  после простых вычислений заключаем, что искомого формулы преобразования должны иметь вид

$$t' = \varphi(v) \cdot \beta \cdot \left( t - \frac{v}{c^2} x \right),$$

$$x' = \varphi(v) \cdot \beta \cdot (x - vt),$$

$$y' = \varphi(v) \cdot y,$$

$$z' = \varphi(v) \cdot z.$$

При этом введено обозначение

$$\beta = \frac{1}{\sqrt{1 - (v^2/c^2)}}.$$

Определим теперь оставшуюся пока неизвестной функцию  $\varphi(v)$ . Вводя третью систему отсчета  $S''$ , эквивалентную  $S$  и  $S'$ , которая движется относительно  $S'$  со скоростью  $-v$  и ориентирована относительно  $S'$  так же, как  $S'$  относительно  $S$ , после двукратного применения

только что полученных формул получаем

$$\begin{aligned}t'' &= \varphi(v) \cdot \varphi(-v) \cdot t, \\x'' &= \varphi(v) \cdot \varphi(-v) \cdot x, \\y'' &= \varphi(v) \cdot \varphi(-v) \cdot y, \\z'' &= \varphi(v) \cdot \varphi(-v) \cdot z.\end{aligned}$$

Поскольку начала координат систем  $S$  и  $S''$  всегда совпадают, оси одинаково ориентированы и системы «эквивалентны», это преобразование тождественно<sup>1</sup>, так что

$$\psi(v) \cdot \varphi(-v) = 1.$$

Далее, поскольку соотношение между  $y$  и  $y'$  не может зависеть от знака  $v$ ,

$$\varphi(v) = \varphi(-v).$$

Следовательно<sup>2</sup>,  $\varphi(v) = 1$  и формулы преобразования приобретают вид

$$\begin{aligned}t' &= \beta \left( t - \frac{v}{c^2} x \right), \\x' &= \beta (x - vt), \\y' &= y, \\z' &= z,\end{aligned} \tag{1}$$

причем

$$\beta = \frac{1}{\sqrt{1 - (v^2/c^2)}}.$$

Разрешая соотношения (1) относительно  $x$ ,  $y$ ,  $z$ ,  $t$ , нетрудно получить соотношения, отличающиеся только тем, что в них «штрихованные» величины заменены одноименными «нештрихованными» и наоборот, а вместо  $v$  стоит  $-v$ . Это следует непосредственно из принципа относительности и из того, что система  $S$  движется равномерно относительно  $S'$  в направлении оси  $x'$  со скоростью  $-v$ .

Вообще, в соответствии с принципом относительности, из каждого правильного соотношения между «штрихованными» (определенными

<sup>1</sup>Это заключение основано на физической предпосылке, что длина масштаба, равно как и ход часов, не претерпевают никаких изменений, если масштаб и часы приводятся в движение, а затем возвращаются в состояние покоя.

<sup>2</sup>Случай  $\varphi(v) = -1$  нами не рассматривается.

относительно  $S'$ ) и «нестрихованными» (определенными относительно  $S$ ) величинами или величинами только одного из этих классов опять можно получить правильное соотношение, заменяя нестрихованные величины соответствующими стрихованными и наоборот, а  $v$  на  $-v$ .

#### § 4. Следствия из формул преобразования для твердых масштабов и часов

1. Пусть некоторое тело покоится относительно системы отсчета  $S'$ . Пусть  $x'_1, y'_1, z'_1$  и  $x'_2, y'_2, z'_2$  — координаты двух его материальных точек, отнесенные к  $S'$ . Между координатами этих точек  $x_1, y_1, z_1$  и  $x_2, y_2, z_2$  в системе отсчета  $S$  во всякое время  $t$  в системе  $S$ , в соответствии с выведенными в предыдущем параграфе формулами преобразований, существуют соотношения

$$\begin{aligned}x_2 - x_1 &= \sqrt{1 - (v^2/c^2)}(x'_2 - x'_1), \\y_2 - y_1 &= y'_2 - y'_1, \\z_2 - z_1 &= z'_2 - z'_1.\end{aligned}\tag{2}$$

Таким образом, кинематическая форма равномерно и прямолинейно движущегося тела зависит от его скорости относительно системы отсчета, причем кинематическая форма тела отличается от его геометрической формы только сокращением в направлении относительного движения в отношении  $1 : \sqrt{1 - (v^2/c^2)}$ . Относительное движение систем отсчета со сверхсветовой скоростью несовместимо с нашими принципами.

2. Пусть в начале координат системы  $S'$  покоятся часы, идущие в  $\nu_0$  раз быстрее, чем часы, применяемые для измерения времени в системах  $S$  и  $S'$ , т. е. пусть стрелки этих часов совершают  $\nu_0$  оборотов за время одного оборота стрелок покоящихся относительно них часов того же типа, которыми пользуются в системах  $S$  и  $S'$ . Спрашивается, как идут первые часы, если их рассматривать в системе  $S'$ ?

Стрелки рассматриваемых часов заканчивают оборот в промежутки времени  $t'_n = n/\nu_0$ , причем  $n$  принимает целые значения, и часы постоянно находятся в точке  $x' = 0$ . Отсюда с помощью двух первых формул преобразований для промежутков времени  $t_n$ , в течение которых стрелки часов заканчивают оборот в системе  $S$ , получаем

$$t_n = \beta t'_n = \frac{\beta}{\nu_0} n.$$