



**СООБЩЕНИЯ
ОБЪЕДИНЕННОГО
ИНСТИТУТА
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ
ДУБНА**

С 844

P2-88-209

В.Н.Стрельцов, Е.А.Строковский

ПРАВИЛО СЛОЖЕНИЯ 4-СКОРОСТЕЙ

1988

1. Понятие 4-скорости (или ковариантной скорости) впервые ввел, по-видимому, Пуанкаре (см., например,^{1/}). По определению

$$u^i = dx^i/dr, \quad i = 0, 1, 2, 3, \quad (1)$$

где r — инвариантное собственное время. Из этого определения следует, что величина u^i является 4-вектором единичной длины, а именно

$$u^i u_i = (u^0)^2 - (\vec{u})^2 = 1. \quad (2)$$

(Здесь и далее используем систему единиц, в которой скорость света $c = 1$). Вектор энергии-импульса связан с 4-скоростью известным соотношением

$$p^i = m u^i, \quad (3)$$

где m — масса покоя частицы.

В литературе, в том числе учебной, обсуждение свойств 4-скорости ограничивается, как правило, ее определением, указанием на свойство (2) и упоминанием, что закон преобразования 4-скорости из одной системы отсчета в другую такой же, как у координатного вектора x^i . Хотя иногда приводятся формулы для нахождения компонент 4-скорости при частных преобразованиях Лоренца (см., например,^{2/}), обычно затем обсуждают закон преобразования обычной (трехмерной) скорости при общих преобразованиях Лоренца. Соответствующие формулы называют законом (или теоремой) сложения скоростей.

2. Цель данной заметки состоит в нахождении аналогичного закона для компонент 4-скорости. По сути дела, такой закон позволяет найти относительную 4-скорость двух частиц, т.е. компоненты 4-скорости частицы 1 в системе покоя частицы 2, если известны 4-скорости этих частиц в произвольной системе отсчета S . Ясно, что для этого нужно выполнить лоренцево преобразование из системы S в систему S' , где частица 2 покоится (т.е. ее 4-скорость $u_2' = (1, 0)$). Как известно (см., например,^{3/}), при таком преобразовании компоненты 4-вектора энергии-импульса частицы 1 в системе S' есть

$$\begin{cases} E' = \gamma_2 (E_1 - \vec{\beta}_2 \vec{p}_1), \\ \vec{p}'_1 = \vec{p}_1 + \gamma_2 \vec{\beta}_2 \left(\frac{\gamma_2 \vec{\beta}_2 \vec{p}_1}{1 + \gamma_2} - E_1 \right). \end{cases} \quad (4)$$

где γ_2 и $\vec{\beta}_2$ — гамма-фактор частицы 2 и ее 3-скорость, взятые в системе S . Поскольку

$$\begin{aligned} u_1^0 &= E_1/m_1 = \gamma_1, \quad \vec{u}_1 = \vec{p}_1/m_1 = \gamma_1 \vec{\beta}_1, \\ u_2^0 &= E_2/m_2 = \gamma_2, \quad \vec{u}_2 = \vec{p}_2/m_2 = \gamma_2 \vec{\beta}_2 \end{aligned} \quad (5)$$

(см. (3)), то отсюда немедленно получаем, что

$$\begin{cases} u_1^{\circ'} = u_2^0 u_1^0 - \vec{u}_2 \vec{u}_1 = u_1^1 u_{21} = (u_1 \cdot u_2), \\ \vec{u}_1^{\circ'} = \vec{u}_1 + \vec{u}_2 \left(\frac{\vec{u}_2 \cdot \vec{u}_1}{1 + u_2^0} - u_1^0 \right), \end{cases} \quad (6')$$

где $(u_1 \cdot u_2)$ — скалярное произведение 4-векторов u_1 и u_2 . По существу (6') и есть правило сложения для компонент 4-скоростей u_1 и u_2 , а величины $u_1^{\circ'}$ и $\vec{u}_1^{\circ'}$ есть компоненты относительной 4-скорости, т.е. 4-скорости частицы 1 в системе покоя частицы 2. Поэтому в дальнейшем вместо $u_1^{\circ'}$ и $\vec{u}_1^{\circ'}$ будем использовать обозначения u_{12}^0 и \vec{u}_{12} . Удобнее записать (6') в более симметричном виде:

$$u_{12}^0 = (u_1 \cdot u_2), \quad (6a)$$

$$\vec{u}_{12} = \vec{u}_1 - \vec{u}_2 \cdot \frac{(u_1 \cdot u_2) + u_1^0}{1 + u_2^0} \quad (6b)$$

(легко убедиться, что условие (2) для относительной 4-скорости u_{12} действительно выполняется).

Формулы (6) являются, в сущности, другой (по сравнению с общепринятой) формой записи общего лоренцева преобразования компонент произвольного 4-вектора A из системы отсчета S в систему S' , движущуюся относительно S с 4-скоростью $u = (u^0, \vec{u}) = (\gamma, \gamma \vec{\beta})$:

$$\begin{cases} A^{\circ'} = (u \cdot A), \\ \vec{A}' = \vec{A} - \vec{u} \cdot \frac{(u \cdot A) + A^0}{1 + u^0} = \vec{A} - \vec{u} \cdot \frac{A^0 + A^{\circ'}}{u^0 + 1}. \end{cases} \quad (7)$$

Такая форма записи общего лоренцева преобразования представляется нам гораздо более удобной для практических целей, чем общепринятая.

Как видно из (6), величина временной компоненты относительной 4-скорости равна скалярному произведению 4-скоростей u_1 и u_2 . Этот же инвариант определяет и абсолютную величину пространственной части относительной 4-скорости, поскольку

$$(\vec{u}_{12})^2 = (u_{12}^0)^2 - 1. \quad (8)$$

(Однако $\vec{u}_{12} \neq -\vec{u}_{21}$ в общем случае). Отметим, что величина $(\vec{u}_{12})^2$ является релятивистским инвариантом, связанным с тензором

$$u_{ik} = \epsilon_{iklm} u_1^l u_2^m.$$

(где ϵ_{iklm} — символ Леви-Чивита), а именно:

$$\left\{ \begin{aligned} (\vec{u}_{12})^2 &= -\frac{1}{2} u^{ik} u_{ik} = E^2 - H^2, \\ \vec{E} &= \vec{u}_1 u_2^0 - \vec{u}_2 u_1^0, \\ \vec{H} &= \vec{u}_1 \times \vec{u}_2. \end{aligned} \right. \quad (9)$$

(Второй инвариант, связанный с тензором u_{ik} и пропорциональный $E \cdot H$, тождественно равен нулю). Формулы (6a), (8) или (9) представляются особенно удобными для практических приложений.

3. Понятие относительной 4-скорости позволяет непосредственно обобщить известное нерелятивистское выражение

$$d\nu = \sigma \cdot v_{отч.} \cdot n_1 \cdot n_2 \cdot dV dt \quad (10)$$

для числа столкновений $d\nu$, происходящих в объеме dV за время dt (см., например, /4/), на релятивистский случай. (Здесь σ — сечение взаимодействия, n_1 и n_2 — плотности частиц). Релятивистское обобщение формулы (10) выглядит следующим образом:

$$d\nu = \sigma \cdot |\vec{u}_{12}| \cdot n_1^{(0)} \cdot n_2^{(0)} \cdot dV dt, \quad (11)$$

где $n_1^{(0)}$ и $n_2^{(0)}$ — плотности пучков частиц, взятые в их системах покоя. Эта формула гораздо нагляднее общепринятой записи /4/ с использованием так называемого мёллеровского потока.

Пользуясь (6a), легко связать величину временной компоненты относительной 4-скорости и модуль ее пространственной части с переменной $b_{ik} = -(u_1 - u_2)^2$, используемой в релятивистской ядерной физике /5/:

$$\begin{cases} u_{12}^0 = 1 + \frac{1}{2} b_{12}, \\ (\vec{u}_{12})^2 = b_{12} \left(1 + \frac{1}{2} b_{12} \right) \end{cases} \quad (12)$$

(заметим, что 4-вектор $(u_1 - u_2)$, вообще говоря, не может быть 4-скоростью, т.к. он не обладает свойством (2)).

Наконец, в случае равных (и ненулевых) масс частиц 1 и 2 временная компонента относительной 4-скорости определяет также компоненты 4-скоростей частиц 1 и 2 в системе их центра масс (с.ц.м.). В самом

деле, можно показать, что в этом случае 4-скорость системы центра масс есть

$$u_c^0 = \frac{u_1^0 + u_2^0}{\sqrt{2[(u_1 \cdot u_2) + 1]}} = \frac{u_1^0 + u_2^0}{\sqrt{2(u_{12}^0 + 1)}} \quad , \quad \vec{u}_c = \frac{\vec{u}_1 + \vec{u}_2}{\sqrt{2[(u_1 \cdot u_2) + 1]}} = \frac{\vec{u}_1 + \vec{u}_2}{\sqrt{2(u_{12}^0 + 1)}} \quad (13)$$

а компоненты 4-скоростей частиц 1 и 2 после перехода в с.ц.м. есть

$$\left\{ \begin{array}{l} u_{1c}^0 = u_{2c}^0 = \sqrt{\frac{u_{12}^0 + 1}{2}} \quad , \\ |\vec{u}_{1c}| = |\vec{u}_{2c}| = \frac{1}{2} \sqrt{2(u_{12}^0 - 1)} = \frac{1}{2} \sqrt{b_{12}} \quad . \end{array} \right. \quad (14)$$

ЛИТЕРАТУРА

1. Логунов А.А. К работам Анри Пуанкаре "О динамике электрона" М.: изд-во МГУ, 1984, с.91.
2. Паули В. Теория относительности. М.: Наука, 1983, с.110.
3. Бюклинг Е., Каянти К. Кинематика элементарных частиц. М.: Мир, 1975, с.25.
4. Ландау Л.Д., Лифшиц Е.М. Теория поля. М.: Наука, 1967, с.53.
5. Балдин А.М. – ДАН СССР, 1975, 222, с.1064.

Рукопись поступила в издательский отдел
30 марта 1988 года.

Стрельцов В.Н., Строковский Е.А.
Правило сложения 4-скоростей

P2-88-209

Получено правило сложения 4-скоростей. Показано, что временная компонента относительной 4-скорости двух частиц определяется релятивистским инвариантом — скалярным произведением 4-скоростей этих частиц. При этом квадрат модуля пространственной части относительной 4-скорости $|\vec{u}_{12}|^2$ представляет собой скалярное произведение (двухкратную свертку) соответствующих косых произведений исходных 4-скоростей. С помощью $|\vec{u}_{12}|$ выражение для числа столкновений частиц представлено в явном лоренц-инвариантном виде.

Работа выполнена в Лаборатории высоких энергий ОИЯИ.

Сообщение Объединенного института ядерных исследований. Дубна 1988

Перевод Л.Н.Барабаш

Strel'tsov V.N., Strokovsky E.A.
The Addition Rule for 4-velocities

P2-88-209

The addition rule for 4-velocities is obtained. It is stressed that the time component of the relative 4-velocity of two particles is defined by a relativistic invariant quantity, namely, by the scalar product of their 4-velocities. The modulus squared of the spatial component of the relative 4-velocity, i.e. $|\vec{u}_{12}|^2$, is just the scalar product (double contraction) of the corresponding skew products of the initial 4-velocities. Using the $|\vec{u}_{12}|$, the relation for the number of collisions is presented in explicitly Lorentz-invariant form.

The investigation has been performed at the Laboratory of High Energies, JINR.

Communication of the Joint Institute for Nuclear Research. Dubna 1988