

С 322

С-844

16/11-70

СООБЩЕНИЯ
ОБЪЕДИНЕННОГО
ИНСТИТУТА
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ

Дубна



P2 - 5363

В.Н. Стрельцов

ЛАБОРАТОРИЯ ВЫСОКИХ ЭНЕРГИЙ

ИНВАРИАНТЫ В НЕРЕЛЯТИВИСТСКОМ
ПРИБЛИЖЕНИИ

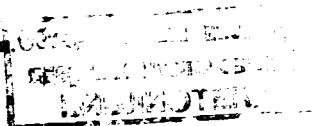
1970

P2 - 5363

В.Н. Стрельцов

ИНВАРИАНТЫ В НЕРЕЛЯТИВИСТСКОМ
ПРИБЛИЖЕНИИ ^{x/}

^{x/} В порядке обсуждения



1. Рассмотрим нерелятивистские преобразования координат^{/1/}:

$$x = (x' + \beta ct')\left(1 + \frac{1}{2}\beta^2\right), y = y', z = z', t = t'\left(1 + \frac{1}{2}\beta^2\right) + \frac{\beta}{c}x', \quad (1)$$

где $\beta = v/c$, и покажем сначала, что квадрат интервала остается инвариантом и в рассматриваемом нерелятивистском приближении. При этом, как и ранее^{/2/}, в процессе доказательства мы будем отбрасывать члены порядка β^4 и учитывать, что в данном случае справедливо условие

$$\frac{x}{t} \approx \beta c. \quad (2)$$

С учётом этих замечаний на основании формул (1) будем иметь:

$$I_1 = c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2 = c^2 t'^2 \left(1 + \underline{\beta^2}\right) + 2\beta ct' x' \left(1 + \underline{\frac{1}{2}\beta^2}\right) + \underline{\beta^2 x'^2} - \underline{-x'^2 \left(1 + \underline{\beta^2}\right)} - 2\beta ct' x' \left(1 + \underline{\beta^2}\right) - \underline{\beta^2 c^2 t'^2 \left(1 + \underline{\beta^2}\right)} - \underline{y'^2} - \underline{z'^2}.$$

Здесь подчёркнуты члены порядка β^4 . Отбрасывая их, придём к требуемому равенству

$$c^2 t'^2 - x'^2 - y'^2 - z'^2 = c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2. \quad (3)$$

Заметим, что характер доказательства инвариантности интервала не меняется и в Галилеевом приближении.

Действительно, после подстановки формул Галилея

$$x = x' + \beta c t, \quad y = y', \quad z = z', \quad t = t' \quad (4)$$

в выражение для I_1 будем иметь

$$I_1 = c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2 = c^2 t'^2 - x'^2 - 2\beta c t' x' - \beta^2 c^2 t'^2 - y'^2 - z'^2.$$

Отсюда следует, что требуемое условие неизменности интервала в этом случае, например, будет выполнено, если с привлечением (2) мы отбросим как малые (порядка β^2) по отношению к первому члену третье и четвёртое слагаемые в правой части.

Больше того, опять-таки на основании условия (2) мы вообще можем записывать в Галилеевом приближении инвариант I_1 в форме

$$I_1 = c^2 t^2.$$

Тогда на основании второй формулы (3) его неизменность при переходе к другой системе отсчёта очевидна^{x/}.

Что касается других 4-векторов, таких, как скажем, 4-импульс, преобразующийся в нерелятивистском приближении по формулам

$$p_x' = (p_x + \frac{\beta}{c} \epsilon') (1 + \frac{1}{2} \beta^2), \quad p_y' = p_y', \quad p_z' = p_z', \quad \xi' = \xi' (1 + \frac{1}{2} \beta^2) + \beta c p_x, \quad (4)$$

аналогичным (1), то неизменность соответствующих инвариантов доказывается совершенно так же. При этом в Галилеевом приближении, например, вместо (4) будем иметь

^{x/} Вместе с тем, очевидно, что пространственная часть интервала не будет обладать инвариантными свойствами в данном приближении.

$$p_x = p_x' + \frac{\beta}{c} \xi', \quad p_y = p_y', \quad p_z = p_z', \quad \xi = \xi', \quad (5)$$

а соответствующий инвариант запишется в форме

$$P_2 = \xi^2.$$

То, что это действительно инвариант, с очевидностью следует из последней формулы (5).

Остановимся теперь на вопросе об инвариантах электромагнитного поля. При этом будем опираться на следующие формулы преобразований для компонент электрического и магнитного полей:

$$E_x = E_x', \quad E_y = E_y' (1 + \frac{1}{2} \beta^2) + \beta H_z', \quad E_z = E_z' (1 + \frac{1}{2} \beta^2) - \beta H_y', \quad (6)$$

$$H_x = H_x', \quad H_y = (H_y - \beta E_z')(1 + \frac{1}{2} \beta^2), \quad H_z = (H_z' + \beta E_y')(1 + \frac{1}{2} \beta^2).$$

Подставляя (6) в выражение $\vec{E} \cdot \vec{H}$ и отбрасывая члены порядка β^4 , действительно получим, что

$$\vec{E} \cdot \vec{H} = \vec{E}' \cdot \vec{H}'.$$

Подобным же образом доказывается неизменность и второго инварианта $I_3 = \vec{H}^2 - \vec{E}^2$.

В Галилеевом приближении вместо формул (6) будем иметь

$$E_x = E_x', \quad E_y = E_y', \quad E_z = E_z',$$

$$H_x = H_x', \quad H_y = H_y - \beta E_z', \quad H_z = H_z' + \beta E_y', \quad (7)$$

поэтому для I_8 может быть использовано выражение

$$I_8 = -\vec{E}^2,$$

инвариантность которого на основании первых трех формул (7) очевидна.

2. В заключение мы коснемся одного важного вопроса, связанного с результатами первой части п.1.

Для этого вслед за первым нерелятивистским преобразованием, приведшим к (3), произведем второе нерелятивистское преобразование. При этом получим

$$c^2 t'^2 - x'^2 - y'^2 - z'^2 = c^2 t''^2 - x''^2 - y''^2 - z''^2. \quad (8)$$

Далее будем рассуждать так. Мы произвели оба указанных преобразования последовательно, а так как они оба линейны, то в результате мы опять должны получить линейное преобразование. Теперь зададимся таким вопросом: является ли результирующее преобразование также нерелятивистским?

Легко видеть, что из двух написанных равенств (3) и (7) следует

$$c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2 = c^2 t''^2 - x''^2 - y''^2 - z''^2,$$

т.е. совокупность отмеченных преобразований также оставляет эту формулу неизменной, а это и есть, с одной стороны, характеристика нерелятивистских преобразований, а, с другой стороны, основное условие групповости. Последний вывод находится, очевидно, в полном согласии с полученными ранее результатами^{/3/}.

Л и т е р а т у р а

1. В.Н. Стрельцов. Сообщение ОИЯИ Р2-4461, Дубна, 1969.
2. В.Н. Стрельцов. Сообщение ОИЯИ Р2-5131, Дубна, 1970.
3. В.Н. Стрельцов. Сообщение ОИЯИ, Р2-5313, Дубна, 1970.

Рукопись поступила в издательский отдел

23 сентября 1970 года.