

*

ИЗЛУЧЕНИЕ. Излучение релятивистской частицы

Урок 21

Преобразование полей. Инварианты поля

Контравариантные координаты 4-вектор события $x^i = (x_0, x^1, x^2, x^3)$, $x^i = (ct, x, y, z)$. Декартова система A' движется вдоль оси x' , совпадающей с осью x , со скоростью v . Тогда контравариантные координаты вектора события в этих системах связаны преобразованием Лоренца

$$\begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\beta\gamma & 0 & 0 \\ -\beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix}, \quad (1)$$

где $\gamma = 1/\sqrt{1-\beta^2}$, $\beta = v/c$. Сокращенно это соотношение можно записать $x'^i = \Lambda^i_k x^k$, где по повторяющимся индексам (один из которых вверху, другой расположен внизу) подразумевается суммирование. Иными словами, предыдущая запись означает, что

$$x'^i = \sum_{k=0}^3 \Lambda^i_k x^k. \quad (2)$$

Матрица обратного преобразования $\Lambda(\beta)^{-1} = \Lambda(-\beta)$.

Контравариантные компоненты некоторых 4-векторов:

потенциал $A^i = (\varphi, A^1, A^2, A^3) = (\varphi, \mathbf{A})$;

ток $j^i = (c\rho, j^1, j^2, j^3) = (c\rho, \mathbf{j})$;

волновой вектор $k^i = (\frac{\omega}{c}, k^1, k^2, k^3) = (\frac{\omega}{c}, \mathbf{k})$;

энергия-импульс $p^i = (\frac{\mathcal{E}}{c}, p^1, p^2, p^3)$.

Величина

$$g_{ik} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \quad (3)$$

называется метрическим тензором. Контравариантные и ковариантные компоненты метрического вектора связаны соотношением

$$g^{ik} = g_{ik} = g_{ik}^{-1}.$$

Метрический тензор используется для поднятия и опускания индекса

$$A_i = g_{ik} A^k; \quad A^i = g^{ik} A_k.$$

Скалярное произведение 2-х произвольных 4-векторов a и b есть

$$ab = g_{ik} a^i b^k = a_k b^k = a^i b_i = g^{ik} a_i b_k. \quad (4)$$

Скалярное произведение инвариантно относительно преобразования Лоренца. Интервал

$$(ds)^2 = g_{ik} dx^i dx^k = dx_k \cdot dx^k. \quad (5)$$

$$ds = c dt \sqrt{1 - \beta^2} = c dt / \gamma = c d\tau, \quad (6)$$

где τ — собственное время.

Эффект Доплера — преобразование частоты и угла:

$$\begin{aligned} k^i &= \left(\frac{\omega}{c}, \frac{\omega}{c} \cos \theta, \frac{\omega}{c} \sin \theta, 0 \right), \\ k'^i &= \left(\frac{\omega'}{c}, \frac{\omega'}{c} \cos \theta', \frac{\omega'}{c} \sin \theta', 0 \right), \\ k'^i &= \Lambda^i_k k^k. \end{aligned} \quad (7)$$

Преобразование частоты

$$\omega' = \gamma \omega (1 - \beta \cos \theta) = \omega \frac{1 - \beta \cos \theta}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad (8)$$

Абберация

$$\operatorname{tg} \theta' = \frac{\sin \theta}{\gamma (\cos \theta - \beta)}. \quad (9)$$

Продольный эффект Доплера:

$$\theta' = 0 \text{ или } \theta' = \pi \Rightarrow \sin \theta' = \sin \theta = 0.$$

$$\omega' = \omega \gamma (1 - \beta) = \omega \sqrt{\frac{1 - \beta}{1 + \beta}}. \quad (10)$$

Поперечный эффект Доплера:

$\theta' = \pi/2$, тогда

$$\omega' = \gamma (1 - \beta^2) \omega = \frac{\omega}{\gamma} = \omega \sqrt{1 - \beta^2}. \quad (11)$$

4-вектор скорости¹

$$u^i = \frac{dx^i}{d\tau} = \gamma(c, \mathbf{v}) = \gamma c(1, \beta). \quad (12)$$

4-вектор ускорения

$$a^i = \frac{du^i}{d\tau} = \gamma \frac{du^i}{dt} = \gamma^2 \frac{d^2 x^i}{dt^2} = \gamma^2(0, \mathbf{a}); \quad u_i a^i = 0. \quad (13)$$

Свободная релятивистская частица.

$$\text{Импульс } \mathbf{p} = \frac{m\mathbf{v}}{\sqrt{1-\beta^2}}, \quad \text{энергия } \mathcal{E} = \frac{mc^2}{\sqrt{1-\beta^2}} = \gamma mc^2, \quad \frac{\mathbf{p}}{\mathcal{E}} = \frac{\mathbf{v}}{c^2}, \\ \mathcal{E}^2 = p^2 c^2 + m^2 c^4.$$

Заряженная релятивистская частица. Сила Лоренца

$$\frac{d\mathbf{p}}{dt} = q\mathbf{E} + \frac{q}{c}[\mathbf{v}\mathbf{H}], \quad \mathbf{E} = -\nabla\varphi - \frac{1}{c}\frac{\partial\mathbf{A}}{\partial t}, \quad \mathbf{H} = \text{rot } \mathbf{A}. \quad (14)$$

Уравнение движения заряженной релятивистской частицы в электромагнитном поле в ковариантном виде

$$m \frac{du^i}{ds} = \frac{q}{c} F^{ik} u_k. \quad (15)$$

Контравариантные компоненты тензора электромагнитного поля имеют вид

$$F^{ik} = \frac{\partial A^k}{\partial x_i} - \frac{\partial A^i}{\partial x_k}. \quad (16)$$

F^{ik} — антисимметричный тензор, $F^{ik} = -F^{ki}$:

$$F^{ik} = \begin{pmatrix} 0 & -E_x & -E_y & -E_z \\ E_x & 0 & -H_z & H_y \\ E_y & H_z & 0 & -H_x \\ E_z & -H_y & H_x & 0 \end{pmatrix}. \quad (17)$$

Преобразование Лоренца для F^{ik} :

$$F'^{ik} = \Lambda^i_{.m} \Lambda^k_{.n} F^{mn}. \quad (18)$$

Преобразование полей

$$\begin{aligned} H_x &= H'_x, & E_x &= E'_x, \\ H_y &= \gamma(H'_y - \beta E'_z), & E_y &= \gamma(E'_y + \beta H'_z), \\ H_z &= \gamma(H'_z + \beta E'_y), & E_z &= \gamma(E'_z - \beta H'_y). \end{aligned} \quad (19)$$

¹В некоторых учебниках, в частности в «Теории поля» Ландау Л.Д. при определении 4-вектора скорости используется безразмерное определение $u^i = \frac{dx^i}{ds} = \gamma(1, \frac{\mathbf{v}}{c}) = \gamma(1, \beta)$.

Иногда эти формулы удобнее записать не в $x - y - z$ координатах, а в терминах параллельных (вектору скорости) и перпендикулярных компонент. Тогда

$$\begin{aligned}\mathbf{E}_{\parallel} &= \mathbf{E}'_{\parallel}, \quad \mathbf{E}_{\perp} = \gamma (\mathbf{E}'_{\perp} - [\beta \times \mathbf{H}'_{\perp}]), \\ \mathbf{H}_{\parallel} &= \mathbf{H}'_{\parallel}, \quad \mathbf{H}_{\perp} = \gamma (\mathbf{H}'_{\perp} + [\beta \times \mathbf{E}'_{\perp}]).\end{aligned}$$

Инварианты поля:

1. $F_{ik}F^{ik} = -2E^2 + 2H^2 = \text{inv} \Rightarrow E^2 - H^2 = \text{inv}.$
2. $F_{ik}\tilde{F}^{ik} = 4\mathbf{E}\mathbf{H} = \text{inv} \Rightarrow \mathbf{E} \cdot \mathbf{H} = \text{inv}.$

Система уравнений Максвелла в вакууме в ковариантной форме :

$$\frac{\partial F^{ik}}{\partial x^k} = -\frac{4\pi}{c}j^i. \quad (20)$$

$$\frac{\partial \tilde{F}^{ik}}{\partial x^k} = 0. \quad (21)$$

Излученный 4-импульс:

$$\Delta p^i = -\frac{2}{3} \frac{e^4}{m^2 c^5} \int (F_{kl}u^l) (F^{km}u_m) dx^i, \quad (22)$$

в частности, излученная энергия

$$\Delta \mathcal{E} = \frac{2}{3} \frac{e^4}{m^2 c^3} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\{\mathbf{E} + \frac{1}{c}[\mathbf{v} \times \mathbf{H}]\}^2 - \frac{1}{c^2}(\mathbf{E}\mathbf{v})^2}{1 - v^2/c^2} dt. \quad (23)$$

Торможение излучением нерелятивистской частицы

$$\mathbf{F} = -\frac{2}{3} \frac{e^2}{c^3} \ddot{\mathbf{v}},$$

для ультрарелятивистской частицы

$$\mathbf{F} = -\frac{2}{3} \frac{e^4}{m^2 c^4} \beta \gamma^2 |\mathbf{E}_{\perp} + [\beta \times \mathbf{H}]|^2.$$

4.1. (Задача 5.1.) Оси координат двух инерциальных систем отсчета параллельны между собой, относительная скорость систем направлена вдоль оси X , и при $t = t' = 0$ начала координат O и O' совпадают. Используя известные формулы

преобразования Лоренца координат и времени для этих систем, найти матрицу $\Lambda_{.k}^i$ такую, что $x'^i = \Lambda_{.k}^i x^k$ ².

Решение В соответствии с правилами преобразования координат и времени при переходе из лабораторной системы координат в движущуюся

$$\begin{aligned} t' &= \gamma t - \frac{\beta}{c} x, \\ x' &= \gamma x - c\gamma\beta t, \\ y' &= y, \\ z' &= z, \end{aligned}$$

где введены условные обозначения

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}}, \quad \beta = \frac{v}{c}.$$

Эти преобразования можно записать в матричном виде

$$x'^i = \Lambda_{.k}^i x^k,$$

т.е.

$$\begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\beta\gamma & 0 & 0 \\ -\beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

если матрица Λ имеет вид

$$\Lambda_{.k}^i = \begin{pmatrix} \gamma & -\beta\gamma & 0 & 0 \\ -\beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

4.2. (Задача 5.2.) Используя матрицу $\Lambda_{.k}^i$ преобразований Лоренца, найденную в предыдущей задаче, записать формулы преобразования для следующих 4-векторов: $P^i = (\frac{\mathcal{E}}{c}, \mathbf{p})$ (4-вектор энергии-импульса), $k^i = (\frac{\omega}{c}, \mathbf{k})$ (волновой 4-вектор), $A^i = (\varphi, \mathbf{A})$ (4-вектор потенциала), $j^i = (c\rho, \mathbf{j})$ (4-вектор плотности тока).

²Иногда используется другое определение 4-вектора: $x_i = (x_1, x_2, x_3, x_4) \equiv (\mathbf{r}, ict)$. Мнимая единица $i = \sqrt{-1}$, фигурирующая в определении компоненты $x_4 = ict$, физического смысла не несет и позволяет, используя стандартное определение скалярного произведения, получить правильные знаки получающихся выражений. При этом необходимо иначе определить матрицу Λ_{ik} .

Решение Любой из перечисленных далее векторов

$$\begin{aligned} P^i &= \left\{ \frac{\varepsilon}{c}, \mathbf{p} \right\}, \\ k^i &= \left\{ \frac{\omega}{c}, \mathbf{k} \right\}, \\ A^i &= \{\varphi, \mathbf{A}\}, \\ j^i &= \{c\rho, \mathbf{j}\} \end{aligned}$$

преобразуется по правилу

$$A'^i = \Lambda^i_{\cdot k} A^k.$$

При необходимости выразить компоненты вектора в лабораторной системе координат через компоненты вектора в собственной системе отсчета можно использовать очевидное свойство матрицы Λ

$$\Lambda^{-1} = \Lambda(-\beta),$$

т.е.

$$\begin{aligned} A^0 &= \gamma (A'^0 + \beta A'^1), \\ A^1 &= \gamma (\beta A'^0 + A'^1), \\ A^2 &= A'^2, \\ A^3 &= A'^3, \end{aligned}$$

где A^i — любой из данных векторов.

4.3. (Задача 5.4.) Точечный заряд q покоится в системе K' в точке $\mathbf{r}' = (x', y', z')$. Система K' движется относительно K со скоростью \mathbf{v} вдоль оси X . Найти: а) скалярный и векторный потенциалы в системе K ; б) электрическое и магнитное поля, используя найденные значения потенциалов. Установить связь между значениями полей в системах K' и K .

Решение В системе K заряд покоится и, следовательно, мы имеем кулоновское статическое поле, для которого

$$\varphi' = \frac{q}{R'} = \frac{q}{\sqrt{(x'^2 + y'^2 + z'^2)}}, \quad \mathbf{A}' = 0.$$

Преобразование потенциалов имеет вид

$$\begin{pmatrix} \varphi \\ A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \beta\gamma & 0 & 0 \\ \beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \varphi' \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix},$$

т.е.

$$\varphi = \gamma\varphi', \quad A_x = \beta\gamma\varphi', \quad A_y = A_z = 0.$$

При этом следует иметь в виду, что при переходе из одной системы координат в другую необходимо в функциональной зависимости подставить вместо независимых переменных $\{ct', \mathbf{r}'\}$ преобразованные величины $\{ct, \mathbf{r}\}$. Тогда получаем

$$\varphi = \gamma \frac{q}{R'} = \gamma \frac{q}{\sqrt{\gamma^2 (x - vt)^2 + y^2 + z^2}} = \frac{q}{\sqrt{(x - vt)^2 + \frac{y^2 + z^2}{\gamma^2}}} = \frac{q}{R^*},$$

$$A_x = \beta \frac{q}{R^*},$$

где

$$\mathbf{R}^* = \left\{ x - vt, \frac{y}{\gamma}, \frac{z}{\gamma} \right\},$$

$$R^* = \sqrt{(x - vt)^2 + \frac{y^2 + z^2}{\gamma^2}}.$$

Электрическое поле в лабораторной системе координат выражается формулой

$$\mathbf{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} - \nabla \varphi.$$

$$\begin{aligned} E_x &= -\frac{1}{c} \frac{\partial A_x}{\partial R^*} \frac{\partial R^*}{\partial t} - \frac{\partial \varphi}{\partial R^*} \frac{\partial R^*}{\partial x} = -\frac{\beta}{c} \frac{\partial \varphi}{\partial R^*} \frac{\partial R^*}{\partial t} - \frac{\partial \varphi}{\partial R^*} \frac{\partial R^*}{\partial x} = \\ &= -\frac{\partial \varphi}{\partial R^*} \left[\frac{\beta}{c} \frac{\partial R^*}{\partial t} + \frac{\partial R^*}{\partial x} \right] = \frac{q}{R^{*2}} \left\{ \frac{\beta}{c} \left(\frac{1}{2} \frac{2(x - vt)}{R^*} (-v) \right) + \left(\frac{1}{2} \frac{2(x - vt)}{R^*} \right) \right\} = \\ &= \frac{q}{R^{*2}} \frac{1}{R^*} \{ (x - vt) (1 - \beta^2) \} = \frac{q \mathbf{R}_x^*}{\gamma^2 R^{*3}}. \end{aligned}$$

$$E_y = -\frac{\partial \varphi}{\partial R^*} \frac{\partial R^*}{\partial y} = \frac{\frac{y}{\gamma} q}{\gamma R^{*3}},$$

$$E_z = -\frac{\partial \varphi}{\partial R^*} \frac{\partial R^*}{\partial z} = \frac{\frac{z}{\gamma} q}{\gamma R^{*3}},$$

$$\mathbf{H} = [\beta \times \mathbf{E}].$$

4.4. Используя закон преобразования 4-вектора $\{\omega/c, \mathbf{k}\}$ найти формулы для релятивистского эффекта Доплера.

Решение Пусть источник покоится в лабораторной системе отсчета и излучает с частотой ω , а его волновой вектор имеет отличную от нуля компоненту $k_x = -\omega/c$ в системе K , наблюдатель движется навстречу источнику со скоростью v вдоль оси x (поэтому у вектора k_x отрицательный знак. Тогда преобразование 4-вектора $\{\omega/c, \mathbf{k}\}$ можно записать в виде

$$\begin{pmatrix} \omega'/c \\ k'_x \\ k'_y \\ k'_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\beta\gamma & 0 & 0 \\ -\beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \omega/c \\ k_x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Тогда получаем

$$\frac{\omega'}{c} = \gamma \frac{\omega}{c} - \beta\gamma k_x = \gamma \frac{\omega}{c} (1 + \beta).$$

Продольный эффект Доплера имеет нерелятивистский предел при $\beta = v/c \ll 1$

$$\omega' \approx \omega (1 + \beta).$$

Он наблюдается не только с электромагнитными волнами, но и, например, звуковыми. Гудок движущегося навстречу наблюдателю паровоза имеет более высокую частоту, а при удалении от наблюдателя — более низкую. Рассмотрим теперь поперечный эффект Доплера. При этом у источника $k_x = 0$, $k_y = \omega/c$. Тогда

$$\omega' = \gamma\omega.$$

Из полученного результата видно, что это эффект сугубо релятивистский, поскольку при разложении γ по степеням β мы получим квадратичную поправку.

$$\omega' \approx \omega \left(1 + \frac{\beta^2}{2} \right).$$

4.5. С какой скоростью должен ехать автомобилист, чтобы спутать красный светор с зеленым (анекдот о Вуде)? Считать, что длина красного света $\lambda_{\text{кр}} = 6,6 \cdot 10^{-7}$ м, а зеленого $\lambda_{\text{зел}} = 5,1 \cdot 10^{-7}$ м.

Решение В соответствии с предыдущей задачей

$$\frac{\omega'}{\omega} = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}}.$$

Возводя в квадрат обе части уравнения и перенося члены с β в одну сторону, получим

$$\beta = \frac{(\omega'/\omega)^2 - 1}{(\omega'/\omega)^2 + 1} = \frac{0,675}{2,675} \approx 0,25.$$

Таким образом Вуд (по его же собственному утверждению) ехал со скоростью $v = 0,25c \approx 7,5 \cdot 10^4 \text{ км/с}$ и, следовательно, должен был быть оштрафован не за переезд на красный свет, а за превышение скорости.