

Данная серия методичек продолжает посвящаться лучшему семинаристу по электроду зря, наверное

Студент1: Можно выйти?

Семинарист: Да.

Студент2: А вот Вятчанин не разрешает (Это правда, кстати. Он был нашим семинаристом по радио)

Семинарист: А, Вятчанин? Я у него учился. Он может. В этом смысле он немного недоразвитый.

Студент: А как выглядят преобразования Лоренца для матрицы?

Семинарист: Вот есть такая наука – двумерная теория конформности. Если группа...

Среди всех волн особенно выделяют гармонические. Мы знаем, что их характеризуют циклическая частота ω и волновой вектор \mathbf{k} . Как вы уже догадались из названия методички, они тоже образуют 4-вектор. Только надо будет их по размерности подогнать:

$\{\omega, c\mathbf{k}\}$ или $\{\omega/c, \mathbf{k}\}$.

Теперь давайте вспомним, что $E = E_0 \cos(\omega t - \mathbf{k}\mathbf{r})$ (опустим для простоты фазу), или $E_0 \cos(\omega/c * ct - \mathbf{k}\mathbf{r})$.

Ничего не напоминает? Перепишем тогда ещё так: $E_0 \cos(\omega/c * ct - k_x x - k_y y - k_z z)$.

Да ведь это же псевдоскалярное произведение двух 4-векторов: $\{\omega/c, \mathbf{k}\}$ и $\{ct, \mathbf{r}\}$! Помните первую методичку? Если у нас 4-вектора (x_1, x_2, x_3, x_4) и (y_1, y_2, y_3, y_4) , то их псевдоскалярное произведение $x_1 y_1 - x_2 y_2 - x_3 y_3 - x_4 y_4$ является инвариантом СК! Таким образом, *фаза синусоидальной электромагнитной волны является инвариантом СК*. В принципе всё логично.

Я произнёс предложение «если у нас 4-вектора (x_1, x_2, x_3, x_4) и (y_1, y_2, y_3, y_4) , то их псевдоскалярное произведение $x_1 y_1 - x_2 y_2 - x_3 y_3 - x_4 y_4$ является инвариантом СК». Теперь, на четвёртой методичке, мы достаточно круты, чтобы мы могли это *доказать*.



Для доказательства воспользуемся определением 4-вектора: это столбец чисел, которые преобразуются по преобразованиям Лоренца.

План доказательства:

Взять два произвольных 4-вектора (a_0, a_1, a_2, a_3) и (b_0, b_1, b_2, b_3)

Подсчитать их начальное ПСП $a_0b_0 - a_1b_1 - a_2b_2 - a_3b_3$

Подвергнуть каждый из них преобразованиям Лоренца

Подсчитать их конечное ПСП

Убедиться, что они равны.

Поехали. Подвергаем 4-вектора преобразованию Лоренца!

Lets go. Надо вспомнить конкретный вид преобразований Лоренца. А в от они:

$$\begin{aligned} a_1' &= \gamma(a_1 - \beta a_0) & a_2' &= a_2 \\ a_0' &= \gamma(a_0 - \beta a_1) & a_3' &= a_3 \end{aligned}$$

Мы, естественно, рассматриваем самые простые преобразования Лоренца – где последние две координаты остаются без изменений.

Вообще преобразования Лоренца можно записать несколькими способами:

1) используя скорость v движения одной СК относительно другой. Самый плохой способ.

2) используя γ и β – параметры перехода в другую СК, релятивистский корень и v/c . Они, разумеется, связаны отношением

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} \Leftrightarrow \gamma^2 = \frac{1}{1-\beta^2}$$

и мы обходимся одной переменной, но для краткости вводят обе.

3) используя безразмерный параметр θ , т.н. называемую быстроту (вполне общепотребительный термин, см. <https://ru.wikipedia.org/wiki/Быстрота>).

Она определяется как $\text{th } \theta = v/c = \beta$. Через быстроту преобразования Лоренца записываются:

$$\begin{aligned} a_1' &= \text{ch } \theta a_1 - \text{sh } \theta a_0 \\ a_0' &= \text{sh } \theta a_0 - \text{ch } \theta a_1 \end{aligned}$$

Мы будем использовать способ 2, способ 3 тоже допустим, про способ 1 вам следует забыть, потому что использовать 3-скорость в СТО... моветон ☺

В частности, для 4-вектора пространства-времени получаем

$$x' = \gamma(x - \beta \cdot ct)$$

$$ct' = \gamma(ct - \beta x)$$

Если записать $\beta = v/c$, то получим более привычную запись

$$x' = \gamma(x - vt)$$

$$t' = \gamma\left(t - \frac{vx}{c^2}\right)$$

Но запись через беты лучше.

Так, мы отвлеклись! Подвергнем преобразованием Лоренца один 4-вектор, один другой. Ну что, давайте считать ПСП. Оно будет

$$a'_0 b'_0 - a'_1 b'_1 - a'_2 b'_2 - a'_3 b'_3$$

Расписываем:

$$a'_0 b'_0 - a'_1 b'_1 - a'_2 b'_2 - a'_3 b'_3 =$$

$$= \gamma(a_0 - \beta a_1) \gamma(b_0 - \beta b_1) - \gamma(a_1 - \beta a_0) \gamma(b_1 - \beta b_0) - a_2 b_2 - a_3 b_3$$

И вычтем из этого старое ПСП – $a_0 b_0 - a_1 b_1 - a_2 b_2 - a_3 b_3$!

Ну, $-a_2 b_2 - a_3 b_3$ сократятся сразу.

$$\gamma^2(a_0 - \beta a_1)(b_0 - \beta b_1) - \gamma^2(a_1 - \beta a_0)(b_1 - \beta b_0) - a_0 b_0 + a_1 b_1$$

Раскрываем скобки.

$$\gamma^2(a_0 b_0 - \beta a_1 b_0 - \beta a_0 b_1 - \beta^2 a_1 b_1) -$$

$$- \gamma^2(a_1 b_1 - \beta a_1 b_0 - \beta a_0 b_1 - \beta^2 a_0 b_0) -$$

$$- a_0 b_0 + a_1 b_1$$

То, что подчёркнуто одним цветом, сократится.

$$\gamma^2(1 + \beta^2)a_0 b_0 - \gamma^2(1 + \beta^2)a_1 b_1 -$$

$$- a_0 b_0 + a_1 b_1$$

Ну а это

$$(a_0 b_0 - a_1 b_1)(\gamma^2(1 + \beta^2) - 1)$$

А теперь смотрим на

$$\gamma^2 = \frac{1}{1 - \beta^2}$$

И видим, что вторая скобка обнуляется. Ч.т.д.: *при преобразованиях Лоренца псевдоскалярное произведение сохраняется.*

Тем самым сохраняется фаза э/м колебаний.

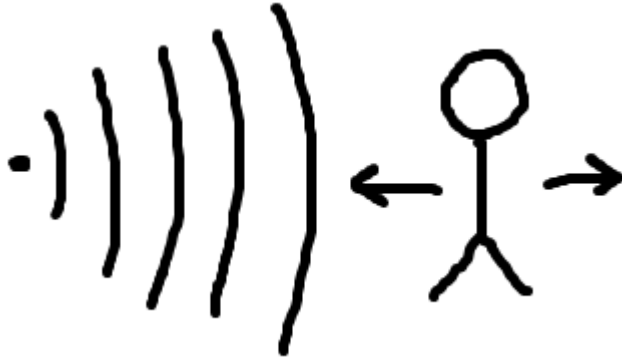
Удивляет ли нас тот факт, что при преобразованиях Лоренца псевдоскалярное произведение сохраняется? Нет. В обычном 3-пространстве 3-вектор – это стрелочка, которая в каждой СК представляется в виде 3 чисел. Но сама стрелочка от СК не зависит, её норма и скалярное произведение на другую стрелочку есть инвариант СК. Так и с 4-векторами: столбец из 4 чисел от СК зависит, а псевдоскалярное произведение от 4-стрелочки на другую в 4-пространстве – нет.

А теперь спустимся с небес на землю и порешаем какие-нибудь задачи.

ЗАДАЧА 11.5а

11.5а. Поскольку Земля движется вокруг Солнца, частоты излучения всех внеземных источников испытывают периодические изменения. Оценить масштабы этих изменений $\delta\omega/\omega$, а также вклад в эти изменения собственного суточного вращения Земли.

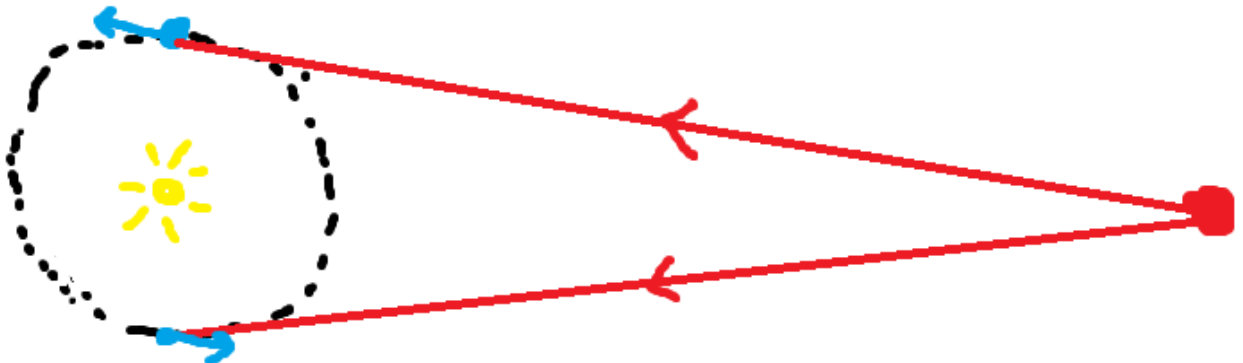
Да ведь это в чистом виде эффект Доплера! Источник излучает волну



А нам, приёмнику, кажется, что частота то меньше, то больше, в зависимости от того, мы бежим к источнику или от него.

Ну если у нас по улице курсируют троллейбусы в одну сторону, то они нам будут попадаться чаще, если мы будем идти навстречу им, и реже, если от них.

И давайте себе представим звезду Бетельгейзе, которая радует нас волной на ω . По крайней мере, такая частота у неё в её СК. А вот Земля вращается и



В верхней точке она движется от красного света Бетельгейзе, а внизу – навстречу ему. Именно в этих точках будут наибольшие отклонения частоты от естественного красного цвета Бетельгейзе в её СК.

Замечание: эффект Доплера – классический, для него СТО не нужна. Просто в СТО там получаются другие, чуть более точные формулы. Скорость Земли – около 30 км/с, в 10^4 раз меньше скорости, не слишком много, мы могли бы и классическими формулами Доплера пользоваться:

$$1^{\circ}) \begin{array}{c} \vec{v} \rightarrow \leftarrow \vec{k} \\ d = \pi \end{array} \quad \omega'_{max} = \frac{\omega(1+\beta)}{\sqrt{1-\beta^2}} = \omega \sqrt{\frac{1+\beta}{1-\beta}} > \omega$$

$$2^{\circ}) \begin{array}{c} \leftarrow \vec{v} \leftarrow \vec{k} \\ \alpha = 0 \end{array} \quad \omega'_{min} = \frac{\omega(1-\beta)}{\sqrt{1-\beta^2}} = \omega \sqrt{\frac{1-\beta}{1+\beta}} < \omega$$

Но мы будем пользоваться релятивистскими:

$$1^{\circ}) \begin{array}{c} \vec{v} \rightarrow \leftarrow \vec{k} \\ d = \pi \end{array} \quad \omega'_{max} = \frac{\omega(1+\beta)}{\sqrt{1-\beta^2}} = \omega \sqrt{\frac{1+\beta}{1-\beta}} > \omega$$

$$2^{\circ}) \begin{array}{c} \leftarrow \vec{v} \leftarrow \vec{k} \\ \alpha = 0 \end{array} \quad \omega'_{min} = \frac{\omega(1-\beta)}{\sqrt{1-\beta^2}} = \omega \sqrt{\frac{1-\beta}{1+\beta}} < \omega$$

А далее вычисляется разброс циклических частот:

$$\omega'_{max} - \omega'_{min} = \omega \left\{ \sqrt{\frac{1+\beta}{1-\beta}} - \sqrt{\frac{1-\beta}{1+\beta}} \right\} = \omega \cdot \left\{ \frac{1+\beta - (1-\beta)}{\sqrt{1-\beta^2}} \right\}$$

$$\frac{\omega'_{max} - \omega'_{min}}{\omega} = \frac{\delta\omega'}{\omega} = \frac{2\beta}{\sqrt{1-\beta^2}}$$

Численные оценки:

<p>а) орбитальное движение:</p> $V_{orb.} \approx 30 \frac{\text{км}}{\text{с}} \sim 3 \cdot 10^6 \frac{\text{см}}{\text{с}}$ $\beta_{orb.} = \frac{V_{orb.}}{c} \sim 10^{-4} \ll 1.$ $\frac{\delta\omega}{\omega} \sim 2\beta_{orb.} \sim 10^{-4}$	<p>б) сумочное движение:</p> $V_{sum.} \approx 0,5 \frac{\text{км}}{\text{с}} \sim 5 \cdot 10^4 \frac{\text{см}}{\text{с}}$ $\beta_{sum.} = \frac{V_{sum.}}{c} \sim 10^{-6}$ $\frac{\delta\omega'}{\omega} \approx 2\beta_{sum.} \sim 10^{-6}$
---	--

ЗАДАЧА 11.6

11.6. Найти зависимость между углом падения и углом отражения, а также закон преобразования частоты при отражении света от зеркала, движущегося с постоянной скоростью V .

В условии не сказано, в какую из сторон движется зеркало, я буду считать,



что в сторону падающего луча (как будто он толкает зеркало).

В СК, где зеркало покоится, угол падения точно равен углу отражения, и частота не меняется!

Ось x направим слева направо, p – падающая волна, o – отражённая.

$$\frac{k_x^p}{\|\vec{k}^p\|} = \frac{-k_x^o}{\|\vec{k}^o\|} = \frac{\omega}{c} \cos \alpha$$

$$\omega_p = \omega_o = \omega$$

Где α – см. рисунок

В СИСТЕМЕ ЗЕРКАЛА



Это всё было в системе зеркала, теперь перейдём в систему наблюдателя. И k_x^o , и k_x^p , и ω_p и ω_o ждут преобразования Лоренца. Надо только понять, будет ли в числителе плюс или минус. Будет плюс, т.к. мы переходим в систему, относительно которой старая движется со скоростью v , а не наоборот.

$$\omega'_n = \frac{\omega_n + \beta k_n c}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad k'_n = \frac{k_n + \beta \frac{\omega_n}{c}}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

$$\omega'_o = \frac{\omega_o + \beta k_o c}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad k'_o = \frac{k_o + \beta \frac{\omega_o}{c}}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

Подставляем сюда k_x^o , и k_x^n , и ω_n и ω_o . Начнём с частот:

$$\omega'_n = \frac{\omega_n + \beta k_n^x c}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{\omega + \beta \omega \cos \alpha}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

$$\omega'_o = \frac{\omega_o + \beta k_o^x c}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{\omega - \beta \omega \cos \alpha}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

Очень похожие выражения для падающей и отражённой частот, но из-за того, что проекции волнового вектора на ось x в СК зеркала были разного знака, всё же не равны.

Грустно, что «угол падения равен углу преломления» выполняется только в СК неподвижного зеркала ☹ А в других синусоидальной э/м волне приходится подстраиваться под сжимающееся пространство-время, чтобы сохранить фазу.

Найдём и проекции волновых векторов в системе наблюдателя. Это нужно, чтобы найти углы.

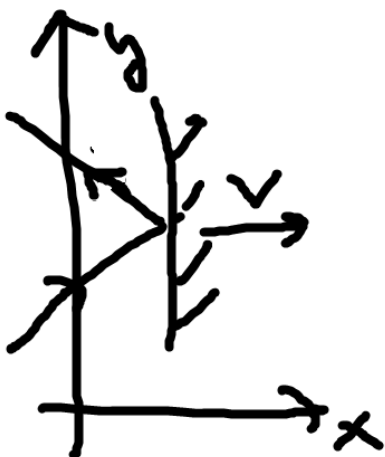
$$k_x^i = \frac{\frac{\omega}{c} \cos \alpha + \frac{\beta \omega}{c}}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{\omega}{c} \left(\frac{\cos \alpha + \beta}{\sqrt{1 - \beta^2}} \right)$$

$$k_x^o = \frac{-\frac{\omega}{c} \cos \alpha + \frac{\beta \omega}{c}}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{\omega}{c} \left(\frac{-\cos \alpha + \beta}{\sqrt{1 - \beta^2}} \right)$$

Тем самым мы, зная всю необходимую информацию в СК зеркала (ω и α), а также параметр перехода в другую СК β , можем найти всё в штрихованной СК. Циклические частоты уже нашли, найдём и углы – падения и отражения, они будут различаться друг от друга и от α . Это уже будет посложнее

$$\cos \alpha'_n = \frac{|k_x^i|}{\sqrt{k_x^{i2} + k_y^{i2} + k_z^{i2}}}, \quad \cos \alpha'_o = \frac{|k_x^o|}{\sqrt{k_x^{o2} + k_y^{o2} + k_z^{o2}}}$$

Ну и надо подставить все штрихованные величины через нештрихованные. Игрековые и зетовые штрихованные такие же, как нештрихованные (игрековая $\omega/c \cdot \sin \alpha$, а зетовая ноль, если оси направлены так



, а иксовые штрихованные уже подсчитаны).

$$\cos \alpha'_n = \frac{\frac{w}{c} \left(\frac{\cos \alpha + \beta}{\sqrt{1-\beta^2}} \right)}{\frac{w}{c} \sqrt{\left(\frac{\cos \alpha + \beta}{\sqrt{1-\beta^2}} \right)^2 + \sin^2 \alpha}} = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\sin \alpha}{\cos \alpha + \beta} \right)^2 (1-\beta^2)}}$$

А для отражённой

$$\cos \alpha'_o = \frac{\frac{w}{c} \left(\frac{-\cos \alpha + \beta}{\sqrt{1-\beta^2}} \right)}{\frac{w}{c} \sqrt{\left(\frac{-\cos \alpha + \beta}{\sqrt{1-\beta^2}} \right)^2 + \sin^2 \alpha}} = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\sin \alpha}{-\cos \alpha + \beta} \right)^2 (1-\beta^2)}}$$

Что это значит? Ведёт Игорь Крутой компанию на дачу, а сзади его машины – зеркала. Вы смотрите с заднего ряда на эти зеркала. Для вас угол падения и отражения один и тот же и равен α . А для наблюдателя на земле они различны и равны тем выражениям, которые написаны выше.

Напоследок вновь немножко абстрактности. Какая, на ваш взгляд, самая противная часть преобразований Лоренца?

Конечно же, подчёркнутая красным

$$a'_0 = ch\theta a_0 - \underline{sh\theta a_1}$$

$$a'_1 = ch\theta a_1 - \underline{sh\theta a_0}$$

$$a'_2 = a_2$$

$$a'_3 = a_3$$

Где в нулевой компоненте вылезает первая, а в первой нулевой. Время оказывается связанным с абсциссой и т.п.

А что, если я вам скажу, что подобное есть и в галилеевских преобразованиях? Надо только рассмотреть не сдвиг, а поворот. Например, в плоскости XY на угол α

$$x' = \cos \alpha \cdot x - \sin \alpha \cdot y$$

$$y' = \cos \alpha \cdot y + \sin \alpha \cdot x$$

$$z' = z$$

Чувствуете аналогию?

Только тут функции тригонометрические, а у Лоренца гиперболические. Потому что в 4-пространстве инвариантно ПСП, а не скалярное произведение. Если бы было бы инвариантом именно скалярное произведение, то константой было бы не $E^2 - p^2 c^2$, а $E^2 + p^2 c^2$, что было бы очень странно ☺ Поэтому Эйнштейн сделал инвариантом именно ПСП и не прогадал.