Московский физико-технический университет Факультет общей и прикладной физики

Учебная программа «Квантовая теория поля, теория струн и математическая физика»

II семестр 2016-2017 учебного года Домашнее задание №5:

Специальная теория относительности

Автор: Иванов Кирилл, 625 группа

> г. Долгопрудный 8 мая 2017 года

1. Вопрос №1

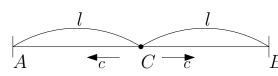


Рис. 1: Синхронизация часов

Поскольку скорость света конечна, возникает проблема синхронизации часов в каждой из двигающихся различных образующих систем. Вместо абсолют-Вного времени возникает местное время.

Ввиду того, что из принципа относительности скорость света в каждой инерциальной системе отсчета равна c, возникает естественный способ синхрониза-

ции часов, предложенный Эйнштейном.

Рассмотрим часы, находящие в точках A и B отрезка длиной 2l. Из точки C:AC=CB=l пустим световой луч, движущийся со скоростью c. Тогда часы будут называться **синхронными** в инерциальной системе K, если этот луч дойдет до них в одинаковый момент по их показаниям.

2. Задача №1

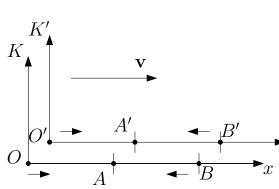


Рис. 2: Разность показания часов

Итак, по условию задачи в системе K в момент времени t=0 из точек O и B вылетают 2 световых луча, которые встречаются в точке A. Аналогичные условия и обозначения для K' Координата $B=(x), A=\left(\frac{x}{2}\right)$. Тогда понятно, что в системе K наши лучи встретятся в момент времени $t=\frac{x}{2c}$.

Очевидно, что наблюдатель, сидящий в точке X' в системе K' увидит луч, вылетевший из B' раньше, чем тот, что вылетел из O' (действительно, ведь он движется навстречу B' со скоростью V и удаляется от O' с той же скоростью). Т.е. если мы обозначим время встречи с первым

и вторым лучами за t'_1, t'_2 соответственно, то $t'_1 \neq t'_2$.

Из второго постулата СТО, свет в системе K' движется со скоростью c (как и в любой другой ИСО). Понятно, что $O'A'=c\tau$, где τ — время встречи лучей в системе K' (мы считаем, что в движущейся системе лучи также встретились в середине отрезка O'B' в силу 1 постулата СТО, при это разница относительно K достигается за счёт неодновременности выпуска лучей). Однако путь, пройденный левым сигналом, равен $O'A'=\frac{x'}{2}+V\tau=c\tau$.

Обозначим за $\Delta t'$ время, в момент которого свет испускается из точки B', и понятно, что это и есть искомое время разности часов. Тогда из аналогичных соображений $O'B' = \frac{x'}{2} - V(\tau - \Delta t') = c(\tau - \Delta t')$. Запишем систему:

$$\begin{cases} \frac{x'}{2} + V\tau = c\tau \\ \frac{x'}{2} - V(\tau - \Delta t') = c(\tau - \Delta t') \\ x' = x\sqrt{1 - v^2/c^2} \text{ (Релятивистское сокращение длины)} \end{cases}$$
 ему, мы получаем:

Решая эту систему, мы получаем:

$$\Delta t' = \frac{Vx'}{c^2 - v^2} = \frac{Vx\sqrt{c^2 - v^2}}{c(c^2 - v^2)} = \frac{Vx}{c^2\sqrt{1 - v^2/c^2}}.$$
 (2)

Otbet:
$$\Delta t' = \frac{Vx}{c^2\sqrt{1 - v^2/c^2}}$$

Задача №2 3.

Понятно, что в покоящейся системе K время пробега $\tau =$ $2\varDelta t=\frac{2L}{c}.$ Однако в движущейся K' это не так, и $\tau'=2\varDelta t'\neq$

 $c\Delta t'$ Дело в том, что хотя часы проходят, конечно, расстояние $2c\Delta t'$, оно не равно расстоянию 2L. За время $\Delta t'$ часы смещательно 2L за время 2t' часы смещательных стержня. $\mu_{\overline{\mathcal{M}}}$ тся на расстояние $V \Delta t'$ по направлению движения стержня, ну а по вертикали наш сигнал смещается, естественно, на L(см. рисунок). Тогда можно записать теорему Пифагора:

Рис. 3: Растяжение времени

$$c^{2}\Delta t'^{2} = v^{2}\Delta t'^{2} + L^{2}$$

$$(c^{2} - v^{2})\Delta t'^{2} = L^{2}$$

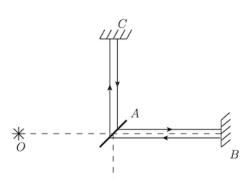
$$\Delta t' = \frac{L}{\sqrt{c^{2} - v^{2}}}$$

$$(3)$$

Учитывая $\tau' = 2\Delta t'$, получаем ответ:

Otbet:
$$\tau' = \frac{2L}{c\sqrt{1 - v^2/c^2}} = \frac{\tau}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$$

Задача №3 4.



Рассмотрим опыт Майкельсона-Морли. В движущейся системе K' рассмотрим движение света от зеркала А к В и С соответственно.

Понятно, что при движении в горизонтальном направлении время между уходом сигнала из точки А в В и приходом обратно равно

$$\tau_{\Gamma} = \frac{AB}{c+v} + \frac{AB}{c-v} \tag{4}$$

А при движении в вертикальном направлении происходит смещение часов, и согласно задаче №2,

$$\tau_{\rm B} = \frac{2AC}{\sqrt{c^2 - v^2}}\tag{5}$$

Из первого постулата СТО следует, что в системе K' должны происходить те же явления, что и в $K\Rightarrow \tau_{\text{\tiny B}}=\tau_{\text{\tiny \Gamma}}.$ Так мы получаем:

$$AB\frac{2c}{c^2 - v^2} = \frac{2AC}{\sqrt{c^2 - v^2}} \Rightarrow AB = AC\sqrt{1 - v^2/c^2}$$
 (6)

Если в системе $K \hookrightarrow AB = AC = L$, то в системе K' происходит сокращение Лоренца-Фицжеральда.

Otbet:
$$L' = L\sqrt{1 - v^2/c^2}$$

5. Задача №4

В нерелятивистском случае ($v \ll c$) верны преобразования Галлилея:

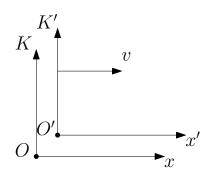


Рис. 5: Движение ИСО

$$\begin{cases} x' = x + vt' \\ t = t' \end{cases} \tag{7}$$

Когда скорость движения K' сравнима со скоростью света, они переходят в преобразования Лоренца.

Как было показано в задаче №3, $x \longrightarrow x\sqrt{1-v^2/c^2}$, а из задачи №2 $t \longrightarrow \frac{t}{\sqrt{1-v^2/c^2}}$. Кроме того, появляется эффект относительности одновременности, или же «отставание часов»: $\Delta t' = \frac{Vx}{c^2\sqrt{1-v^2/c^2}}$, который добавляется ко времени t'

Так мы приходим к искомым преобразованиям Лоренца:

$$\begin{cases} x' = x\sqrt{1 - v^2/c^2} + vt' \\ t = \frac{t}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} + \frac{Vx}{c^2\sqrt{1 - v^2/c^2}} \end{cases}$$
 (8)

Преобразуем и выразим все через «нештрихованные» координаты:

$$\begin{cases} x' = \frac{x + vt}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \\ t' = \frac{t + vx/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \end{cases}$$
 (9)

Это и есть искомые преобразования Лоренца.