

Рис. 69.3

с телом систему  $\Sigma$ , а длину его измерять в системе  $\Sigma'$ , то надо считать  $l_0 = x_2 - x_1$  и

$$l = x'_2 - x'_1, \quad t'_2 = t'_1. \quad (69.3)$$

Теперь уже для нахождения связи между  $l$  и  $l_0$  нужно использовать не формулы (68.4), а аналогичные соотношения, вытекающие из обратных преобразований Лоренца (67.19):

$$x_2 - x_1 = \gamma [(x'_2 - x'_1) + v(t'_2 - t'_1)], \quad t_2 - t_1 = \gamma [(t'_2 - t'_1) + v(x'_2 - x'_1)/c^2]. \quad (69.4)$$

Полагая, согласно (69.3), в первой из этих формул  $t'_2 = t'_1$ , получаем  $x_2 - x_1 = \gamma(x'_2 - x'_1)$ , т. е. опять  $l = l_0 \sqrt{1 - v^2/c^2}$ .

Таким образом, при измерении длины движущегося тела всегда обнаруживается его сокращение. В то же время по формуле Фицджеральда (64.1) тело сокращается лишь в том случае, когда оно наблюдается из системы отсчета, связанной с неподвижным эфиром; если же тело покоится относительно эфира, то из движущейся системы отсчета оно должно представляться удлинённым. Итак, в эфирной теории эффект сокращения абсолютен, тогда как в теории относительности он относителен и обусловлен относительностью одновременности пространственно-разобобщенных событий.

**Задача 69.1.** Стержень собственной длины  $l_0$  движется вдоль оси  $X$  неподвижной системы отсчета  $\Sigma$  со скоростью  $u$ . Каким будет результат измерения его длины  $l'$  в системе  $\Sigma'$ , движущейся относительно  $\Sigma$  со скоростью  $v$ ?

**Задача 69.2.** Стержень  $AB$  собственной длины  $l_0$  скользит со скоростью  $v$  вдоль стенки, имеющей отверстие той же ширины  $l_0$  (рис. 69.3). В тот момент, когда стержень поравнялся с отверстием, он получает извне некоторый импульс по направлению к стенке и проходит через отверстие. Как будет выглядеть этот процесс в системе отсчета  $\Sigma'$ , движущейся вдоль стенки со скоростью  $v^*$ ?

**Задача 69.3.** Два электрона помещены в постоянное электрическое поле  $E$  плоского конденсатора. В момент времени  $t=0$  электроны неподвижны и расстояние между ними равно  $l$ . Каково расстояние между электронами в момент, когда они приобретут скорость  $v$ ?

## § 70. ИЗМЕНЕНИЕ ХОДА ДВИЖУЩИХСЯ ЧАСОВ

Для измерения хода часов  $C'$ , движущихся со скоростью  $v$  относительно неподвижной системы отсчета  $\Sigma$ , свяжем с ними систему отсчета  $\Sigma'$  и сравним их показания с показаниями синхронизованных часов  $C_1$  и  $C_2$ , помещенных соответственно в точках  $x_1$  и  $x_2$  системы  $\Sigma$ . Сравнение будем производить в те моменты, когда часы  $C'$  проходят через данные

\* Стержень считать безынерционным и неупругим.

точки (рис. 70.1). Пусть в эти моменты показания часов  $C_1$  и  $C_2$  равны соответственно  $t_1$  и  $t_2$ , а показания часов  $C'$  —  $t'_1$  и  $t'_2$ . Вводя соответствующие промежутки времени\*  $\tau_0 = t'_2 - t'_1$  и  $\tau = t_2 - t_1$  и замечая, что в системе  $\Sigma'$  положение часов  $C'$  не изменяется, т. е.  $x'_2 = x'_1$ , из (69.4) выводим  $t_2 - t_1 = \gamma(t'_2 - t'_1)$ , или

$$\tau = \frac{\tau_0}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}. \quad (70.1)$$

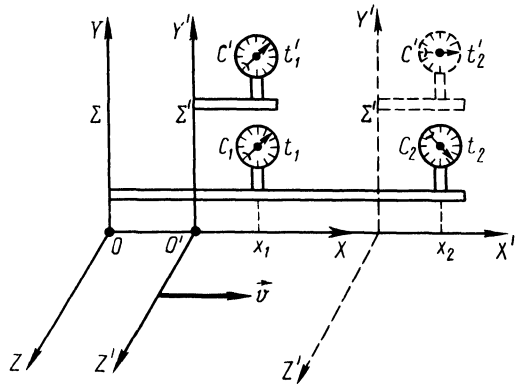


Рис. 70.1

Таким образом, промежуток времени, отмечаемый движущимися часами, оказывается меньшим, т. е. ход часов замедляется. Это означает, что в неподвижной системе отсчета все процессы в движущихся объектах протекают замедленно. Вследствие равноправия систем  $\Sigma$  и  $\Sigma'$  этот эффект должен быть обратимым, т. е. не только ход часов  $C'$  замедляется по отношению к ходу часов  $C$  системы  $\Sigma$ , но и, наоборот, наблюдение в системе  $\Sigma'$  должно показать замедление хода часов  $C$  по отношению к ходу часов  $C'$ . Непротиворечивость этого утверждения можно пояснить следующим образом.

При измерении хода часов  $C$  системы  $\Sigma$  из движущейся системы  $\Sigma'$  мы должны иметь в  $\Sigma'$  двое часов  $C'_1$  и  $C'_2$ , расположенных в некоторых точках  $x'_1$  и  $x'_2$ , и сравнивать их показания с показаниями часов  $C$  в те моменты, когда положения последних суть  $x'_1$  и  $x'_2$  (рис. 70.2). Так как эта процедура не отличается от предыдущей, проделанной в системе  $\Sigma$ , то не удивительно, что получается тот же результат, что и в (70.1). Как видно, все вновь сводится к относительности одновременности пространственно-разобщенных событий: совпадающие показания часов  $C'_1$  и  $C'_2$  не будут таковыми в системе  $\Sigma$ , и, наоборот, совпадающие показания часов  $C_1$  и  $C_2$  оказываются различными в движущейся системе отсчета  $\Sigma'$ . Обратимый характер соотношения (70.1) наглядно иллюстрируется следующими задачами.

- Задача 70.1.** Часы движутся вдоль оси  $X$  системы  $\Sigma$  со скоростью  $u$ . Каков их ход при измерении в системе  $\Sigma'$ , движущейся относительно  $\Sigma$  со скоростью  $v$ ?
- Задача 70.2.** Выберем в качестве модели часов цилиндрическую полость высоты  $l$  с отражающими стенками, между которыми циркулирует световой импульс. Период колебаний для этих часов, очевидно, равен  $\tau = 2l/c$ . Показать, что если часы движутся со скоростью  $v$  (рис. 70.3), то период колебаний вследствие изменения формы полости станет равным  $\tau' = \gamma 2l/c$ .

\*  $\tau_0$  обычно называется собственным временем подвижной системы отсчета.

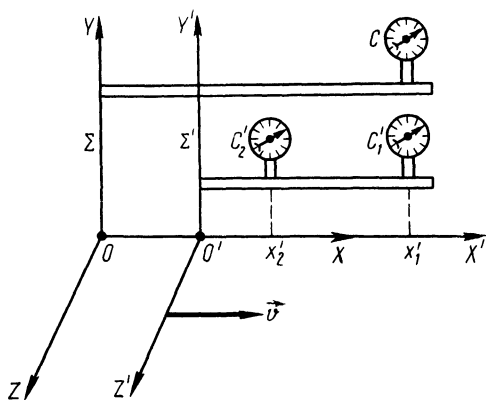


Рис 70 2

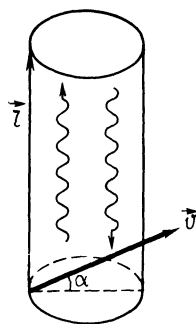


Рис 70 3

Как мы убедились, эффект замедления хода движущихся часов можно получить из эффекта сокращения движущихся масштабов, и поэтому относительный, обратимый характер обоих эффектов обусловлен одной и той же причиной — относительностью одновременности пространственно разобщенных событий.

Формула (70.1) впервые была экспериментально проверена при исследовании космического излучения. В верхних слоях атмосферы оно представляет собой в основном быстрые протоны. При их торможении происходит интенсивное рождение более легких заряженных частиц, в частности электронов  $e^-$ , позитронов  $e^+$  и  $\mu^+$ -мезонов (мюонов). Последние нестабильны и распадаются по закону

$$\mu^\pm \rightarrow e^\pm + \nu + \bar{\nu},$$

перехода в пару нейтрино-антинейтрино  $\nu\bar{\nu}$  и электрон (позитрон). Период полураспада для медленных мюонов составляет примерно  $\tau_0 = 2,2 \cdot 10^{-6}$  с. За это время мюоны, даже если бы они двигались со скоростью света, сумели бы проникнуть в атмосферу лишь на глубину  $l = c\tau_0 \approx 0,66$  км, т. е. не достигли бы поверхности Земли. На самом же деле интенсивный поток быстрых мюонов обнаруживается и вблизи Земли, что говорит об увеличении времени жизни быстрых мюонов по сравнению с медленными.

Замедление времени, выражаемое формулой (70.1), повседневно проверяется при измерениях времен жизни нестабильных элементарных частиц, порождаемых в экспериментах с высокоэнергичными частицами, получаемыми на ускорителях.

## § 71. ПАРАДОКС ЧАСОВ

В § 70 мы установили, что эффект замедления хода часов, равномерно движущихся относительно системы отсчета наблюдателя, сам по себе еще не является парадоксальным, так как объясняется относительностью одновременности пространственно разобщенных со-