

12. ТЕОРИЯ ОТНОСИТЕЛЬНОСТИ БЕЗ ПОСТУЛАТА О ПОСТОЯНСТВЕ СКОРОСТИ СВЕТА

Н. Д. Мермин*

Перевод статьи: Mermin N. D. — Amer. J. Phys., February 1984, v. 52, № 2, p. 119.

Релятивистский закон сложения параллельных скоростей выводится непосредственно из принципа относительности, дополненного несколькими простыми предположениями о гладкости и симметрии. При этом вовсе не используется принцип постоянства скорости света.

1. ВВЕДЕНИЕ

Оригинальная формулировка специальной теории относительности [1] была тесно связана с несомненным верным утверждением о том, что скорость света в вакууме всегда имеет значение с независимо от выбора системы отсчета. Благодаря этому историческому обстоятельству свету почти всегда отводилось центральное место в теории относительности. Например, он играет важную роль при установлении соглашения о синхронизации отдаленных часов, при определении хода движущихся часов или измерении длины движущегося жесткого стержня.

В то же время теория относительности отнюдь не является ветвью электромагнетизма, и этот предмет может быть сформулирован без каких-либо ссылок на свет. Поскольку такой подход не является общепринятым, я должен подчеркнуть следующее. Утверждая, что можно построить теорию относительности без постулата о постоянстве скорости света, я не имею в виду ту тривиальную ситуацию, когда свет можно заменить чем-то иным, что также движется с инва-

риантной скоростью c . Я не имею в виду также и то, что можно построить теорию, исходя из того факта, что отношение светоподобных промежутков между парой событий должно быть инвариантно относительно выбора системы отсчета независимо от того, существует ли какая-либо форма материи или энергии, которая на самом деле может распространяться с такой инвариантной скоростью.

В действительности в мои намерения входит показать, и это будет сделано ниже, что закон сложения параллельных скоростей вида

$$w = (u + v) / (1 + Kuv) \quad (1.1)$$

(где K — универсальная неотрицательная постоянная) является наиболее общим возможным соотношением, совместимым с принципом относительности, дополненным лишь естественными предположениями об однородности, изотропии и гладкости [2]. Из (1.1), разумеется, следует, что $K^{-1/2}$ — это инвариантная скорость. Таким образом, второй постулат Эйнштейна представляет собой следствие его первого постулата [3], если он сформулирован в общем виде и утверждает факт существования инвариантной скорости, а не в более специфической форме, касающейся поведения света [4].

С этой точки зрения эксперименты, устанавливающие постоянство скорости света, играют важную роль лишь постольку, поскольку в них определяется численное значение параметра K . Однако из-за того, что это значение оказалось равным обратному квадрату скорости света в пустом пространстве, а не ожидавшемуся из галилеевских преобразований значению $K=0$, результаты таких экспериментов имели революционизирующее значение и свет стал существенным атрибутом новой теории пространства и времени. Тем не менее значение K можно определить и из тщательных измерений скорости любого движущегося объекта в двух инерциальных системах отсчета, находящихся в состоянии относительного движения [5]. Измерения, связанные со светом, представляют собой наиболее изящный и точный способ определения параметра K , содержащегося в законе сложения (1.1), однако сам по себе этот закон, как будет показано ниже, следует

* N. D. Mermin, Laboratory of Atomic and Solid State Physics, Cornell University, Ithaca, New York 14853.

© 1984 American Association of Physics Teachers

из принципа относительности и фундаментального соотношения между расстоянием, временем и скоростью и не нуждается для своего обоснования в каких-либо дополнительных фактах или постулатах.

Имеются преимущества как педагогического, так и концептуального характера в том, чтобы лишить свет его центральной роли в релятивистской теории. Начав только с принципа относительности и избегая попыток найти связь событий, происходящих в различных системах отсчета, мы приходим прямо к соотношению (1.1), которое играет важную роль в специальной теории относительности. При этом удается избежать неприятного ощущения наличия парадоксов, преследующих с первых шагов более общепринятые способы рассмотрения. За это приходится платить несколько более высоким уровнем математического аппарата, а именно приходится применять элементарные начала математического анализа. Поэтому предлагаемый подход вряд ли доступен для изучающих общий курс физики, однако, как я полагаю, его можно рекомендовать в качестве введения в курс специальной теории относительности для старшекурсников физических специальностей.

В последующем изложении без критического анализа будут использованы понятие инерциальной системы отсчета и в пределах любой данной инерциальной системы отсчета понятия расстояния, времени и скорости. Я буду использовать три последних понятия лишь в той связи, что расстояние, проходимое равномерно и прямолинейно движущимся объектом за данное время, равно произведению его скорости на это время; эта связь, несомненно, должна сохраниться при любом более строгом изложении. Логическая строгость моих рассуждений будет полностью негативной: я буду скрупулезно избегать каких-либо предположений о том, как связаны расстояния, временные промежутки и скорости, измеренные в различных инерциальных системах отсчета. Вполне возможно, что этим вопросам следовало бы уделить большее внимание при более систематическом и экономном изложении основных концепций, однако, встав на этот путь, мы отвлеклись бы от центральной задачи: показать, что нет необходимости постулировать факт существо-

вания инвариантной скорости в качестве неизбежного допущения.

Предлагаемый вывод закона сложения (1.1) из принципа относительности сочетает использование мысленного эксперимента и математического анализа. Мысленный эксперимент не отличается особой новизной, за исключением того, что в нем вообще не возникают световые сигналы или частицы (фотоны), движущиеся со специальной инвариантной скоростью. Математический анализ становится, однако, менее стандартным и более усложненным; без второго постулата работать труднее.

В разд. II представлены те методы анализа, которые имеют общий характер, независимый от какого-либо мысленного эксперимента, и позволяют свести задачу о нахождении некоторой функции от двух переменных, через которую выражается общий закон сложения скоростей, к задаче отыскания функции, зависящей лишь от одной переменной. При этом мысленный эксперимент предназначен для того, чтобы определить эту неизвестную функцию.

Два таких мысленных эксперимента описываются в разд. III и IV, причем хотя каждый из них и имеет свою специфику, оба они разными путями приводят к одному и тому же результату (1.1). Конечно, нет никакой логической необходимости в том, чтобы приводить два независимых доказательства. Тем не менее я счел возможным сделать это, поскольку первое из них представляет собой непосредственное обобщение выдвинутого ранее доказательства [6], которое весьма просто приводит к закону сложения исходя из первых принципов, включающих в себя принцип постоянства скорости света. Второе доказательство, по-видимому, обеспечивает более подходящую исходную позицию для построения рассуждений в строгой логической последовательности, поскольку оно касается связи между периодическими процессами в различных системах отсчета и поэтому включает непосредственный и глубокий анализ тех аспектов явлений, которые окружены столь обманчивой простотой в общем понимании времени.

Доказательства, представленные в разд. III и IV, доведены до такой степени, что могут быть завершены единым обсуждением результатов, которое проводится в разд. V.

II. ОБЩАЯ ФОРМА ЗАКОНА СЛОЖЕНИЯ СКОРОСТЕЙ

Рассмотрим различные объекты и системы отсчета, которые движутся равномерно и прямолинейно вдоль единого общего направления. Закон сложения представляет собой соотношение вида

$$w = f(u, v) \quad (2.1)$$

между скоростью w объекта в системе отсчета A , его скоростью u в системе B и скоростью v системы B относительно системы A .

Скорость равномерно и прямолинейно движущегося объекта можно идентифицировать со скоростью его собственной системы отсчета C и записать соотношение (2.1) в более симметричном виде как соотношение между относительными скоростями разных систем отсчета:

$$v_{CA} = f(v_{CB}, v_{BA}). \quad (2.2)$$

Здесь неявно учтен принцип относительности, вследствие которого f зависит лишь от относительных скоростей v_{CB} и v_{BA} .

При отсутствии каких-либо различий между обоими направлениями движения три скорости, связанные соотношением (2.2), будут по-прежнему удовлетворять (2.2), если все три знака изменятся, так что f должна быть нечетной функцией:

$$f(-x, -y) = -f(x, y). \quad (2.3)$$

Из этого же требования симметрии следует, что

$$v_{AB} = -v_{BA}. \quad (2.4)$$

Поменяв в (2.2) A и C местами и учитывая два последних соотношения, находим, что

$$\begin{aligned} f(v_{AB}, v_{BC}) &= v_{AC} = -v_{CA} = -f(v_{CB}, v_{BA}) = \\ &= f(-v_{CB}, -v_{BA}) = f(v_{BC}, v_{AB}). \end{aligned} \quad (2.5)$$

т. е. f должна быть симметричной функцией своих аргументов:

$$f(x, y) = f(y, x). \quad (2.6)$$

Еще одно важное свойство функции f можно установить, если ввести в рассмотрение четвертую систему отсчета D и заметить, что v_{DA} можно записать двумя различными способами:

$$f(v_{DB}, v_{BA}) = v_{DA} = f(v_{DC}, v_{CA}). \quad (2.7)$$

Раскрыв выражение для v_{DB} слева и для v_{CA} справа:

$$v_{DB} = f(v_{DC}, v_{CB}), \quad v_{CA} = f(v_{CB}, v_{BA}), \quad (2.8)$$

найдем общее свойство f :

$$f(f(x, y), z) = f(x, f(y, z)). \quad (2.9)$$

Все приведенные выше соотношения вытекают из простых свойств симметрии. Теперь допустим, что искомый закон сложения описывается гладкой функцией f . Однако если f непрерывна и дифференцируема, то она может быть выражена через функцию, зависящую лишь от одной переменной.

Действительно, определим

$$f_2(x, y) = \partial f(x, y) / \partial y. \quad (2.10)$$

Тогда дифференцирование выражения (2.9) по z дает

$$f_2(f(x, y), z) = f_2(x, f(y, z)) f_2(y, z). \quad (2.11)$$

Положив в этом выражении $z = 0$, получим

$$f_2(f(x, y), 0) = f_2(x, y) f_2(y, 0); \quad (2.12)$$

здесь использован очевидный из исходного определения f факт, что

$$f(y, 0) = y. \quad (2.13)$$

Зафиксируем теперь x и будем рассматривать $f(x, y)$ как функцию одной переменной y , параметрически зависящую от x . Будем считать, что $f_2(y, 0)$ — другая функция от y . Тогда соотношение (2.12) может быть представлено в виде обыкновенного дифференциального уравнения:

$$f_2(f, 0) = (df/dy) f_2(y, 0). \quad (2.14)$$

или

$$dy/fz(y, 0) = df/fz(f, 0). \quad (2.15)$$

Определим новую функцию $h(z)$:

$$h(z) = \int dz/fz(z, 0); \quad (2.16)$$

тогда решение уравнения (2.15) имеет вид

$$h(f) = h(y) + \text{const}, \quad (2.17)$$

где константа не является функцией от y , но может зависеть от x как от параметра. Теперь условие симметрии (2.6) требует, чтобы константа в точности равнялась $h(x)$ (плюс истинная постоянная, которая может быть включена в определение функции h [7]). Отсюда мы приходим к выводу, что должна существовать такая функция h от одного переменного, что

$$h(f(x, y)) = h(x) + h(y); \quad (2.18)$$

тогда закон сложения можно записать в следующем функциональном виде:

$$f(x, y) = h^{-1}(h(x) + h(y)). \quad (2.19)$$

Таким образом, для нахождения закона сложения достаточно определить функцию h . Для этой цели достаточно знать функцию $f(x, y)$ лишь в окрестности точки $y=0$, поскольку из (2.16) следует, что

$$h'(z) = \frac{1}{df(z, y)/dy} \Big|_{y=0}. \quad (2.20)$$

Условие (2.13) согласуется с (2.18), только если

$$h(0) = 0. \quad (2.21)$$

Это равенство является граничным условием, необходимым для определения h из (2.20) путем интегрирования.

Теперь обратимся к некоторым мысленным экспериментам, которые позволяют нам установить вид функции $h(z)$, оставив неопределенной лишь единственную универсальную постоянную K .

III. ТОЧНАЯ ФОРМА ЗАКОНА СЛОЖЕНИЯ: МЫСЛЕННОЕ «СОСТЯЗАНИЕ В БЕГЕ»

Понаблюдаем за состязанием в беге между черепахой и зайцем внутри длинного прямого поезда (рис. 1), которые стартуют в конце поезда и устремляются к его началу. Заяц попадает туда первым, разворачивается и бежит назад, встречая по пути черепаху, все еще продолжающую свое движение вперед [8]. Пусть в системе отсчета поезда скорость черепахи равна u , а скорость зайца (в любом направлении) равна s .

Расстояние от начала поезда, на котором вновь

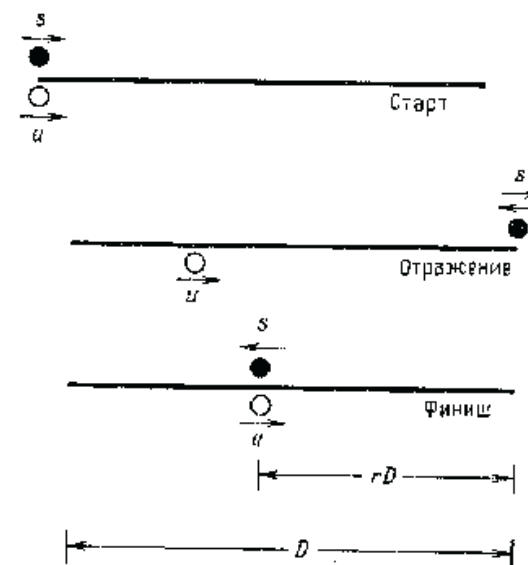


Рис. 1. Состязание в беге между зайцем (черный шарик) и черепахой (белый шарик), наблюдаемое в системе отсчета поезда. Скорость зайца (в обоих направлениях) равна s , а скорость черепахи u . Расстояние между передним (правым) концом поезда и окончательным местом встречи зайца и черепахи составляет некоторую долю r полной длины поезда D .

происходит их встреча, составляет некоторую долю r его полной длины. Эта доля является инвариантом, не зависящим от выбора системы отсчета, поскольку не может быть разногласий по поводу того, в каком именно месте в поезде произошла встреча. (Например, они могут встретиться в 73-м вагоне от начала поезда, состоящего из 100 одинаковых вагонов, что соответствует значению $r=0,73$. Лишь пассажиры 73-го вагона смогли бы засвидетельствовать факт встречи, и это свидетельство было бы признано наблюдателями в любой системе отсчета, даже если бы у них были совершенно различные представления о длине вагонов.)

Вычислим теперь r в системе отсчета (« v -система»), в которой поезд движется со скоростью v (рис. 2), и изучим следствия того, что r не может зависеть от v . Достаточно будет рассмотреть случай, когда v меньше w , так что направление движения зайца на обратном пути можно считать противоположным направлению движения поезда в v -системе. Пусть скорость черепахи в v -системе равна w , а скорости движения зайца на его пути вперед и обратно после поворота равны соответственно s_1 и s_2 в v -системе. Эти скорости связаны со скоростью системы отсчета поезда следующим законом сложения:

$$w = f(u, v), \quad s_1 = f(s, v), \quad s_2 = f(s, -v). \quad (3.1)$$

[Последнее равенство следует из того, что после поворота скорости зайца в двух системах равны $-s$ и $-s_2$, так что благодаря нечетности функции f имеем $-s_2 = f(-s, v) = -f(s, -v)$.]

Пусть T — время (в v -системе), за которое заяц добирается из конца поезда до его начала, а T' — время, которое прошло с момента поворота зайца до встречи с черепахой. Обозначим через L длину поезда в v -системе. Нам не известны значения T , T' и L , однако это не важно, поскольку эти величины не войдут в окончательный результат. Для того чтобы выразить величину r полностью через скорости w , s_1 , s_2 и v , необходимо заметить лишь следующее:

1. Полное расстояние, которое проходит черепаха от старта до встречи с зайцем, равно $w(T+T')$. Это же расстояние равно пути s_1T , проходимому зайцем

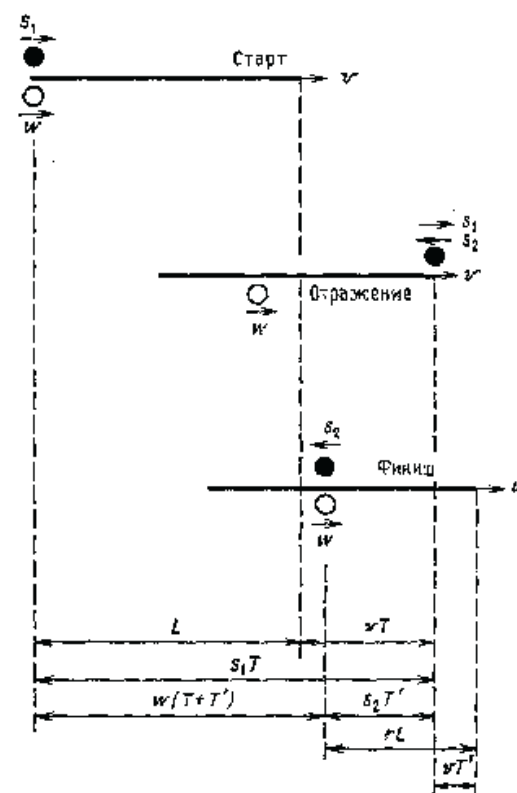


Рис. 2 Состязание в беге между зайцем (черный шарик) и черепахой (белый шарик), наблюдаемое в v -системе, относительно которой поезд движется вправо со скоростью v . Скорость зайца равна s_1 при движении вправо и s_2 при движении влево, скорости черепахи w . Длина поезда равна L . Время между стартом и началом обратного движения равно T , а между началом обратного движения и финишем оно равно T' . Указаны различные расстояния, входящие в уравнения (3.2) — (3.4).

при движении от старта до начала поезда, из которого вычтено расстояние s_2T' , покрытое зайцем от начала поезда до места встречи с черепахой:

$$w(T + T') = s_1T - s_2T'. \quad (3.2)$$

2. Расстояние, на которое перемещается заяц при движении из конца поезда к его началу, равно длине поезда, увеличенной на расстояние, проходимое поездом за время этого движения, т. е.

$$s_1 T = L + vT. \quad (3.3)$$

3. Расстояние, проходимое зайцем от начала поезда до встречи с черепахой, равно длине части поезда rL от начала до места встречи, уменьшенной на путь, пройденный поездом за время движения зайца до этой встречи:

$$s_2 T' = rL - vT'. \quad (3.4)$$

Определяя T и T' из (3.3) и (3.4), подставляя полученные выражения в (3.2) и сокращая общий для всех членов множитель L , из найденного уравнения находим следующее выражение для r [9]:

$$r = (s_1 - \omega)(s_2 + v)/(s_2 + \omega)(s_1 - v). \quad (3.5)$$

Следует заметить, что при выводе выражения (3.5) мы не пользовались какими-либо релятивистскими понятиями, все вычисления проводились в одной системе отсчета (в v -системе). Информация об относительности учитывалась лишь в том, что мы не предпринимали каких-либо попыток наивно связать скорости в v -системе, появляющиеся в (3.5), со скоростями s и ω в системе отсчета поезда, а также намеренно исключили в конечном выражении какие-либо масштабы длины или времени в v -системе.

Чтобы найти закон сложения, необходимо вычислить функцию h , входящую в (2.19). Сравнивая (3.1) с выражением (2.20) для h , получаем

$$\begin{aligned} \partial s_1 / \partial v|_{v=0} &= 1/h'(s), \\ \partial s_2 / \partial v|_{v=0} &= -1/h'(s), \\ \partial \omega / \partial v|_{v=0} &= 1/h'(u). \end{aligned} \quad (3.6)$$

Кроме того, при $v \rightarrow 0$ мы имеем

$$s_1 \rightarrow s, \quad s_2 \rightarrow s, \quad \omega \rightarrow u. \quad (3.7)$$

Поскольку r не зависит от v , производная $\partial \ln(r)/\partial v$ обращается в нуль. Однако, учитывая (3.6) и (3.7),

с помощью (3.5) мы можем вычислить эту величину при $v=0$:

$$\begin{aligned} \left. \frac{\partial \ln(r)}{\partial v} \right|_{v=0} &= \frac{2su^2}{s^2 - u^2} \left[\frac{1}{s^2} \left(\frac{1}{h'(s)} - 1 \right) - \right. \\ &\quad \left. - \frac{1}{u^2} \left(\frac{1}{h'(u)} - 1 \right) \right]. \end{aligned} \quad (3.8)$$

Для того чтобы выражение (3.8) обращалось в нуль, необходимо выполнение следующего равенства: $(1/s^2)[1 - 1/h'(s)] = (1/u^2)[1 - 1/h'(u)]$. (3.9)

Поскольку левая часть этого равенства зависит лишь от s , а правая только от u , каждое из этих выражений должно быть равным одной и той же постоянной K , не зависящей от s и u , так что окончательно имеем $h'(u) = 1/(1 - Ku^2)$. (3.10)

Интегрирование этого выражения приводит непосредственно к закону сложения (3.1). Результаты такого интегрирования мы рассмотрим в разд. V, а в разд. IV дадим несколько иной способ получения выражения (3.10).

IV. ТОЧНАЯ ФОРМА ЗАКОНА СЛОЖЕНИЯ: «МЫСЛЕННЫЙ» ОСЦИЛЛЯТОР

Рассмотрим мяч, катающийся вперед и назад между концом и началом поезда с постоянной скоростью u в системе отсчета поезда. Изучим такой « u -осциллятор» в системе отсчета (в v -системе), относительно которой поезд движется со скоростью v , меньшей, чем u . Пусть $t_1(u, v)$ и $t_2(u, v)$ — промежутки времени в v -системе, за которые совершаются части каждого цикла, отвечающие движению соответственно из конца в начало и от начала в конец поезда. Установим сначала, что разность этих времен не зависит от скорости движения мяча u в системе отсчета поезда:

$$t_1(u, v) - t_2(u, v) \text{ не зависит от } u. \quad (4.1)$$

Такой результат является очевидным в системе отсчета поезда, в которой эта разность просто тождественно равна нулю. Однако, поскольку мы не делаем никаких предположений относительно того, как связаны време-

на в разных системах отсчета, необходимо получить (4.1) непосредственно в v -системе.

Поскольку в (4.1) разность времен должна быть непрерывной функцией от u , достаточно установить, что она остается той же самой при двух значениях u и u' , отношение которых равно отношению двух нечетных целых чисел [10]:

$$u = (2m + 1)u_0, \quad u' = (2n + 1)u_0. \quad (4.2)$$

Пусть мячи начинают двигаться вместе от конца поезда. Так как u и u' — скорости в системе отсчета поезда, очевидно, что в этой системе отсчета в точности после $m + 1/2$ полных циклов, совершаемых первым мячом, и $n + 1/2$ циклов второго мяча оба мяча вместе окажутся в начале поезда, а после следующих $m + 1/2$ циклов первого и $n + 1/2$ циклов второго они вновь вместе достигнут конца поезда. Поскольку эти факты могут быть установлены просто путем подсчета числа поворотов и наблюдения присутствия двух мячей в одном и том же месте в то же самое время, они должны быть справедливы в любой системе отсчета. Следовательно, времена T_1 и T'_1 , за которые мячи совершают свои соответственно $m + 1/2$ и $n + 1/2$ циклов в v -системе, должны быть одинаковыми точно так же, как и соответствующие времена T_2 и T'_2 для следующих $m + 1/2$ и $n + 1/2$ циклов. При этом, очевидно,

$$T_1 - T_2 = T'_1 - T'_2. \quad (4.3)$$

Но T_1 — это время в v -системе, за которое совершается m замкнутых циклов и один пробег из конца в начало, тогда как за время T_2 совершается m замкнутых циклов и пробег из начала в конец. Поэтому время, за которое совершаются замкнутые циклы, выпадает из разности, и мы имеем

$$T_1 - T_2 = t_1(u, v) - t_2(u, v). \quad (4.4)$$

Таким же образом получаем

$$T'_1 - T'_2 = t_1(u', v) - t_2(u', v). \quad (4.5)$$

Учитывая (4.3) — (4.5), находим следующее равенство:

$$t_1(u, v) - t_2(u, v) = t_1(u', v) - t_2(u', v), \quad (4.6)$$

которое в точности соответствует утверждению (4.1).

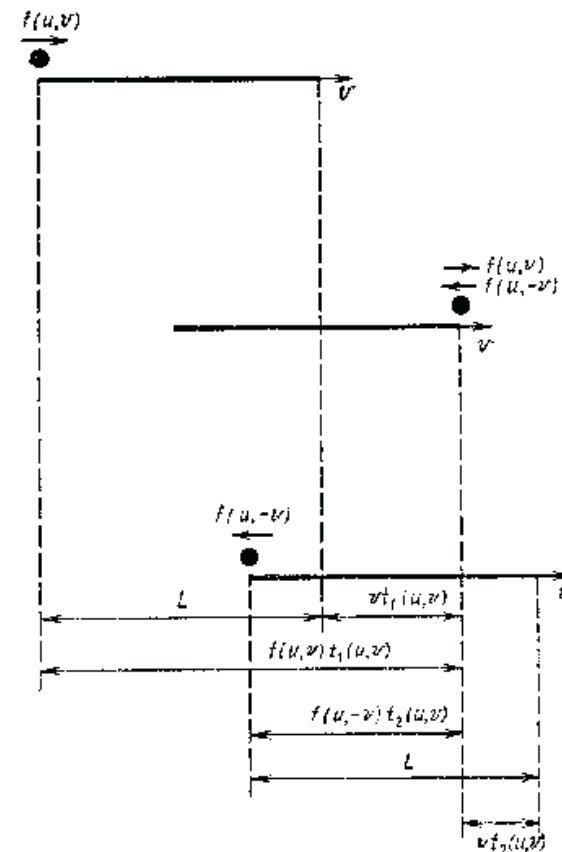


Рис. 3. «Мысленный» осциллятор, наблюдаемый в v -системе, относительно которой поезд движется вправо со скоростью v . Скорость мяча равна $f(u, v)$ при движении вправо и $f(u, -v)$ при движении влево. Длина поезда L . Между положениями, изображенными на верхней и средней картинках, прошло время $t_1(u, v)$; между средней и нижней картинками прошло время $t_2(u, v)$. Указаны различные расстояния, входящие в уравнения (4.7) и (4.8).

Выразим теперь разность времен (4.1) через функцию f , входящую в закон сложения. Заметим сначала, что в v -системе мяч движется из конца в начало поезда со скоростью $f(u, v)$, проходя за время $t_1(u, v)$ расстояние, равное сумме длины поезда L (в v -системе) и расстояния $vt_1(u, v)$, пройденного началом поезда за это время (рис. 3):

$$f(u, v) t_1(u, v) = L + v t_1(u, v). \quad (4.7)$$

Затем мяч движется от начала к концу со скоростью $f(u, -v)$, покрывая за время $t_2(u, v)$ расстояние, равное длине поезда L за вычетом расстояния $vt_2(u, v)$, на которое переместился конец поезда за это время:

$$f(u, -v) t_2(u, v) = L - v t_2(u, v). \quad (4.8)$$

Разрешая (4.7) и (4.8) относительно t_1 и t_2 , получаем

$$t_1(u, v) - t_2(u, v) = \frac{L}{f(u, v) - v} - \frac{L}{f(u, -v) + v}. \quad (4.9)$$

но поскольку длина поезда L в v -системе не зависит от скорости мяча u в системе отсчета поезда, то из (4.9) и (4.1) следует, что

$$1/[f(u, v) - v] - 1/[f(u, -v) + v] = g(v), \quad (4.10)$$

где функция $g(v)$ не может зависеть от u .

Разделив выражение (4.10) на $2v$, получим

$$\frac{g(v)}{2v} = \frac{\{[f(u, -v) - f(u, v)]/2v\} + 1}{[f(u, v) - v][f(u, -v) + v]}. \quad (4.11)$$

При $v \rightarrow 0$ левая часть этого выражения стремится к некоторому предельному значению K , и мы имеем

$$K = \lim_{v \rightarrow 0} \frac{[df(u, v)/dv] + 1}{v^2}. \quad (4.12)$$

В итоге мы вновь приходим к выражению [ср. (2.20)]

$$h'(u) = 1/(1 - Ku^2) \Big|_{u=v} \quad (4.13)$$

У. ОТНОСИТЕЛЬНОСТЬ БЕЗ УЧАСТИЯ СВЕТА

С учетом граничного условия (2.21) мы можем проинтегрировать (3.10) или (4.13), что даст

$$h(z) = \frac{1}{2\sqrt{K}} \ln \left(\frac{1 - \sqrt{K}z}{1 + \sqrt{K}z} \right), \quad K \geq 0; \\ h(z) = \frac{1}{\sqrt{|K|}} \operatorname{arctg} (\sqrt{|K|} z), \quad K \leq 0. \quad (5.1)$$

Подставляя любое из этих выражений в общую формулу закона сложения (2.19), получаем окончательно

$$w = (u + v)/(1 + Kuv). \quad (5.2)$$

Константа K не может быть отрицательна, поскольку в противном случае «сложение» двух положительных скоростей, каждая из которых больше $(-K)^{-1/2}$, привело бы к результирующей отрицательной скорости. Такие достаточно большие положительные скорости, которые приводят к столь неудовлетворительной ситуации, всегда могут быть достигнуты путем последовательных «сложений», поскольку при отрицательном K и положительных w , u и v значение w будет *превосходить* сумму скоростей u и v .

Однако если значение K неотрицательно, то из (5.2) следует, что $c(K) = K^{-1/2}$ является инвариантной скоростью: все, что движется с этой скоростью, будет двигаться с такой же скоростью и относительно любой другой системы отсчета. Галлилеевский случай является, несомненно, одним из возможных, поскольку при $K=0$ имеем $w=u+v$ и $c(0)=\infty$. В историческом плане указания на то, что K не равно нулю, возникли в связи с растущим множеством подтверждений того факта, что скорость света в вакууме действительно является инвариантной скоростью.

Однако для идентификации величины K вовсе не обязательно прибегать к явлениям, распространяющимся с инвариантной скоростью. Необходимо лишь, провести достаточно точные измерения скорости любого равномерно и прямолинейно движущегося объекта в двух различных системах отсчета. Если объект C движется вправо в системе B , которая в свою очередь движется вправо в другой системе A , то закон сложения

$$v_{CA} = (v_{CB} + v_{BA})/(1 + Kv_{CB}v_{BA}) \quad (5.3)$$

позволяет выразить K через различные скорости, что записывается в виде

$$K = (1/v_{BA}v_{CA})[1 + x(1 - v_{CA}/v_{BA})], \quad (5.4)$$

где

$$x = v_{BA}/v_{CB} = -v_{AB}/v_{CB}. \quad (5.5)$$

За исключением величины x , соотношение (5.4) выражает K полностью через две скорости, измерен-

ные в A -системе. Следовательно, для нахождения значения K наблюдатели в A -системе должны лишь измерить скорости u_{CA} и u_{BA} объекта C и B -системы и выяснить у своих помощников в B -системе то значение, которое обнаружено ими для безразмерного отношения x . Поскольку x не зависит от выбора системы единиц измерения длины и времени, нет даже необходимости во взаимной калибровке эталонов в A - и B -системе. Выражение (5.4) дает непосредственно обратный квадрат инвариантной скорости в тех единицах, которые выбраны в A -системе.

Наличие света не требуется также и при проведении надежных измерений скорости в любой системе отсчета. Например, наблюдатели в A и B могли бы измерить скорости друг друга и объекта C , реализовав соответствующим образом схему воображаемого состязания в беге, описанного в разд. II. При этом можно воспользоваться тем фактом, что в системе покоя беговой дорожки выражение (3.5), определяющее измеренную долю r через скорость s зайца и скорость u черепахи, принимает простой вид:

$$r = (s - u)/(s + u). \quad (5.6)$$

Поэтому наблюдатель A , устроив гонку между своим собственным зайцем (« A -зайцем») и объектом C , смог бы измерить r и выразить скорость u объекта C через скорость s_A A -зайца. Аналогичным образом можно было бы определить скорость наблюдателя B и связанной с B -системой беговой дорожки в единицах s_A . С другой стороны, наблюдатель B мог бы выразить результаты своих аналогичных измерений через скорость s_B B -зайца. Поскольку x — безразмерная величина, нет даже необходимости заботиться о тождественности зайцев A и B в собственных системах отсчета.

Можно, наконец, вообще обойтись без наблюдателей A и B . Все, что на самом деле требуется, — это две совмещенные параллельные жесткие беговые дорожки, находящиеся в состоянии относительного равномерного и прямолинейного движения, причем с каждой из них связан свой собственный заяц, снабженный механизмом перемещения, обеспечивающим одинаковые условия как на части пути, соответствующей движению слева направо, так и на обратной

части пути. Подготовив все должным образом к началу старта и фиксируя относительные положения на каждой дорожке, где соответствующий ей заяц впервые после поворота встретится с C и с надлежащей частью другой дорожки, можно получить все, что необходимо для нахождения значения K . При этом не нужно прибегать ни к какой процедуре синхронизации часов и можно даже вообще обойтись без часов.

Показав, что действительно должна существовать инвариантная скорость, дальнейшее построение теории относительности можно проводить более общепринятыми методами. Однако, имея с самого начала в руках закон сложения, можно развивать теорию разными способами, в частности отказаться, если на то имеется желание, от услуг чего бы то ни было, что движется с инвариантной скоростью.

Тем не менее более интересной и поучительной является попытка усовершенствовать те стадии доказательства, которые я изложил выше. Например, можно спросить, каким должен быть простейший прибор, необходимый для извлечения информации относительно K из тех элементарных наблюдений, которые проводятся при воображаемом состязании в беге или при сравнении соизмеримых «мысленных» осцилляторов. Какие минимальные допущения о природе времени, пространства и скорости необходимо принять, чтобы указанная процедура имела смысл? На сколько слабым местом или, напротив, естественным является предположение о гладкости?

По крайней мере выяснение релятивистских взаимосвязей пространства, времени и скорости без использования световых сигналов весьма полезно с педагогической точки зрения. И без света можно прийти к ясности.

БЛАГОДАРНОСТИ

Представленная выше работа возникла благодаря переписке с Е. М. Парселлом, который заинтересовался, почему в статье [6] любое мое рассуждение не обходится без постулата о постоянстве скорости света, а затем терпеливо и в тактичной форме высказывал свои возражения против моих первоначально скептических доводов. Я весьма признателен ему, а также С. Пяпаллолиосу за многие замечания, которые учтены в данной статье, как я надеюсь, без

сколько-нибудь существенных искажений. Работа над этой статьей велась в стенах различных отелей и учреждений Скандинавии, и я очень благодарен фирме «Нордита», которая оплачивала мои счета. Моей признательности заслуживают М. Саломея, Г. Гримвальд, А. Барани, Б. Лундквист и С. Петик, по первой просьбе предоставившие мне пишущую машинку. Наконец, я обязан Д. Гринбергеру за то, что он посоветовал мне обратиться к книге Терлецкого.

ЛИТЕРАТУРА И КОММЕНТАРИИ

1. Einstein A. — Ann. Phys., 1905, v. 17, p. 891.
2. Другая попытка построения теории относительности без участия света имеется в книге: Терлецкий Я. П. Парадоксы теории относительности. — М.: Наука, 1966, § 7. Терлецкий показывает, что общее линейное преобразование между двумя системами пространственно-временных координат должно иметь лоренцеву форму, в которой c^2 — неопределенная константа, если только обратное преобразование и произведение преобразований также имеют соответствующую структуру. (Это самостоятельное требование, не связанное с зависимостью массы от скорости, с которой начинаются и заканчиваются рассуждения Терлецкого.) Мой подход с концептуальной точки зрения является более простым (хотя аналитически он более трудоемок), поскольку, для того чтобы установить закон сложения скоростей, я нем не требуется сравнивать пространственные и временные измерения в различных системах отсчета; мои рассуждения основаны на мысленном эксперименте, в котором вовсе не участвуют часы.
3. Статья Эйнштейна [1] начинается с формулировки двух постулатов. Первый принцип относительности утверждает, что «*dem Begriffe der absoluten Ruhe nicht nur in der Mechanik, sondern auch in der Elektrodynamik keine Eigenschaften der Erscheinungen entsprechen*». («Не только механические, но и электродинамические явления не обладают свойствами, вытекающими из концепции абсолютного покоя».) Второй постулат гласит: «*sich das Licht im leeren Raume stets einer bestimmten, vom Bewegungszustande des emittierenden Körpers unabhängigen Geschwindigkeit V fortpflanzt*». («Свет в пустом пространстве всегда распространяется с определенной скоростью с независимо от состояния движения излучающего тела».)
4. В данной статье я устанавливаю лишь факт существования скорости, инвариантной относительно систем отсчета, движущихся параллельно направлению этой скорости. Обобщение на два других измерения проводится с помощью несколько измененных, хотя и довольно утомительных обычных рассуждений, используемых для определения релятивистского поведения пространственных и временных измерений. Чтобы не отвлекать читателя от главного хода рассуждений и сохранить объем статьи в разумных пределах, мы опустили эти преобразования.
5. Можно возразить, что такие измерения нельзя опираться на свет при проведении процедуры синхронизации часов, используемых для измерения скорости. Однако в разд. V описан метод определения величины K , в котором часы вообще не нужны. (Тем не менее следует подчеркнуть, что существуют методы

синхронизации отдаленных часов, не связанные со светом. Например, их можно синхронизовать прямым сравнением в точке, лежащей посередине между позициями, которые должны будут занять эти часы, а затем симметрично перенести их в эти позиции.)

6. Mermin N. David — Amer. J. Phys. (в печати). Эта статья представляет собой расширенную версию домашнего задания 5 в книге: Mermin N. David. Space and Time in Special Relativity. — New York: McGraw-Hill, 1968, p. 230.
7. Уравнение (2.18) следует также непосредственно из (2.17) и граничного условия $f(x, 0) = x$.
8. В статье [6] заяд заяд назван фотоном и его скорости c считается одной и той же во всех системах отсчета. Здесь нет никаких специальных предположений относительно скорости заяда s .
9. На этом этапе аргументы, приведенные в [6], фактически исчерпаны. Необходимо лишь заметить, что при $v=0$ (3.7) приводят к тому, что выражение (3.5) для r принимает вид $r = (s - u)/(s + u)$. Однако если $s = s_1 = s_2 = c$, то приравняв два выражения для r , придем к уравнению с одним оставшимся неизвестным u , решением которого и является релятивистский закон сложения. Однако здесь s_1 и s_2 связаны с s самим законом сложения, вид которого мы ищем, и поэтому мы приходим не к закону сложения, а к тождественному уравнению, которому он должен удовлетворять. Для решения этого уравнения требуется дальнейший анализ.
10. Эти два мяча можно рассматривать как заяда и черепаху из разд. III, имеющих теперь сопоставимые скорости, причем «заядка» должна продолжаться теперь до тех пор, пока объекты не встретятся в исходной стартовой позиции.

(Перевод В. С. Потапова)