

# Лекция 22. Пространство и время как аффинное пространство

А. А. Кеарис\*  
(18 февраля 2007 г.)

В этой Лекции мы рассматриваем формирование пространственно-временных представлений в физике. Выделяются те математические понятия, из которых следуют указанные представления. Это прежде всего *группа сдвигов*, *вектор*, *скалярное произведение векторов*. Делается вывод о том, что эти понятия должны быть перенесены в искривленное пространство-время. А отсюда следует необходимость пересмотра основ геометрии Римана, на которой строится теория гравитации Эйнштейна.

## I. ВВЕДЕНИЕ

Этой Лекцией мы начинаем рассматривать гравитационное взаимодействие и общую теорию относительности как основание теории гравитации.

Ключевым недостатком общей теории относительности является ее опора на геометрию Римана в ее классическом виде. Дело в том, что геометрия Римана использует в своих построениях числовые конструкции, не имеющие ясного соответствия геометрическим образам. Следствием этого является то обстоятельство, что результаты общей теории относительности требуют дополнительного толкования (должны быть проинтерпретированы). В этом отношении общая теория относительности похожа на квантовую теорию, что является свидетельством недостаточной развитости основ теории.

Прежде всего, координаты в геометрии Римана есть числа, поставленные в соответствие точкам многообразия произвольным образом, что не мыслимо для физики. С точки зрения физики координаты в пространстве есть результат измерения участков пространства участками же пространства, принятыми за эталоны, координаты во времени есть результат измерения отрезков времени отрезком времени, принятым за эталон. В результате физический подход к формированию координат аккумулируется в следующих выражениях

$$x = e_a \cdot x^a, \quad t = \tau \cdot t. \quad (1)$$

$$x^a = \langle e^a, x \rangle, \quad t = \langle \tau, t \rangle. \quad (2)$$

Здесь  $x$  – пространственный вектор – соответствующий геометрический образ, к которому сводится представление о пространстве;  $e_a$  и  $e^a$  – пространственные векторы, принятые за эталоны;  $x^a$  – координаты пространственного вектора. Аналогично,  $t$  – отрезок времени,  $\tau$  – отрезок времени, принятый за эталон,  $t$  – координата отрезка времени.<sup>1</sup>

Первое соотношение в (1) означает построение вектора  $x$  из некоторого числа (координат  $x^a$ ) эталонов  $e_a$ . Первое соотношение в (2) означает<sup>2</sup> обратную процедуру, которая есть *измерение* вектора  $x$  с помощью эталонов  $e^a$  (то есть установление числа (координат  $x^a$ ) эталонов  $e^a$  в векторе  $x$ ). Аналогично второе соотношение в (1) означает формирование отрезка времени  $t$  из некоторого числа (координат  $t$ ) эталона времени  $\tau$ . Второе соотношение в (2) означает обратную процедуру, которая есть *измерение* отрезка времени  $t$  с помощью эталона  $\tau$  (то есть установление числа (координат  $t$ ) эталонов  $\tau$  в отрезке времени  $t$ ).

Приведенные соотношения свидетельствуют о том, что физический подход к координатам предполагает представление о геометрическом пространстве и времени как о векторных пространствах, снабженных скалярным произведением векторов. Но именно эти понятия (векторное пространство и скалярное произведение векторов) отсутствуют в геометрии Римана. Отсюда возникает необходимость приведения основ геометрии Римана в соответствие требованиям физики.

На первом этапе наша задача состоит в том, чтобы проанализировать формирование представлений о геометрии и времени в физике и выделить те математические понятия, которые необходимо перенести в геометрию Римана.

## II. ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ И ОПРЕДЕЛЕНИЯ

### 1. Первичные понятия и суждения

Первичными понятиями физики, точнее кинематики, являются *тело*, *процесс*, *движение*. Опыт представляет *множество* тел, процессов и движений. Первичным суждением, связывающим первичные понятия, является следующее: тела и процессы *движутся*. Эти понятия и суждение, по существу, подходят для описания самых разнообразных явлений. Под движением, в общем случае, можно понимать любое отношение нескольких тел, приводящее к их изменению.

\* ketsaris@mail.ru; <http://toe-physics.org>

<sup>1</sup> Начиная с этой Лекции мы обозначаем векторы цветными буквами. Такое обозначение в дальнейшем значительно упрощает изложение материала.

<sup>2</sup> Как обычно скобки  $\langle, \rangle$  означают скалярное произведение

В физике, однако, изучается значительно более узкий круг явлений, к рассмотрению которого перейдем.

## 2. Тела и процессы

Прежде всего потребуем, чтобы оба множества тел и процессов составляли множества в математическом смысле. Тем самым на множества тел и процессов распространяются понятия, аксиомы и определения теории множеств. К ним, в частности, относится понятие *подмножества*. Для введения этого понятия снабдим тела и процессы *качеством*. *Качество* позволяет выделять из множества тел и процессов подмножества согласно определению: подмножеством  $E$  называется множество тел (или процессов), снабженных качеством  $e$ . Качество  $e$  не меняется при переходе от одного элемента подмножества к другому, в этом смысле оно может быть названо *инвариантом* подмножества.

Далее введем понятие *отображения*  $f: A \rightarrow B$  или  $B = f(A)$  подмножества тел (процессов)  $A$  в подмножество тел (процессов)  $B$ . Пусть подмножество тел (процессов)  $A$ , характеризуемое качеством  $a$ , отображается в подмножество тел (процессов)  $B$ , причем подмножество  $B$  также может быть охарактеризовано качеством  $a$ . Тогда качество  $a$  называется *инвариантом отображения*  $f$ . *Число* представляет собой инвариант взаимно однозначных отображений множеств.

Следующую конкретизацию множества тел и процессов свяжем с привлечением таких понятий как *дальше*, *ближе* для тел и *раньше*, *позже* для процессов. Для этого на множествах пар тел и пар процессов введем *бинарные отношения* со свойствами *отношения порядка*. Под бинарным отношением понимается качество, свойственное парам тел или процессов, выделяющее эти пары в подмножество. Если  $x$  и  $y$  – тела, а

$$\leq, =, \geq$$

– символы отношения порядка, то запись

$$x \geq y$$

означает, что тело  $x$  находится дальше тела  $y$ , а выражение

$$x \leq y$$

означает, что тело  $x$  находится ближе тела  $y$ , выражение

$$x = y$$

означает, что тело  $x$  находится там же, где и тело  $y$ . Если  $t$  и  $s$  – процессы, то запись

$$t \geq s$$

означает, что процесс  $t$  происходит позже процесса  $s$ , выражение

$$t \leq s$$

соответствует тому, что процесс  $t$  происходит раньше процесса  $s$ , а выражение

$$t = s$$

означает, что процессы  $t$  и  $s$  происходят одновременно. Необходимо отметить, что введение отношения порядка на множествах тел и процессов означает, что установлен способ определения близости между телами и способ определения одновременности процессов.

Свойства отношения порядка заключаются в следующем

1. если для тел (процессов)  $x$  и  $y$  имеет место  $x \geq y$ , а для тел (процессов)  $y$  и  $z$  выполняется  $y \geq z$ , то  $x \geq z$ ;
2. если  $x \geq y$ , а  $y \geq x$ , то  $x = y$ .

Множество тел, наделенное отношением порядка (упорядоченное множество) назовем *пространством*. Упорядоченное множество процессов назовем *временем*. *Объединение* пространства и времени назовем *пространством-временем*.<sup>3</sup>

## 3. Движение тел и процессов

Перейдем к конкретизации представления о движении тел и процессов.

Назовем тела, составляющие некоторое подмножество, *неподвижными* друг относительно друга, если отношение порядка на этом подмножестве не меняется. И наоборот, тела называются *движущимися* друг относительно друга, если отношение порядка меняется. Назовем процессы, составляющие некоторое подмножество, *установившимися*, если отношение порядка на указанном подмножестве не меняется, и *неустановившимися*, если это условие не выполняется.

Уточним далее представление о пространстве-времени, потребовав, чтобы тела, составляющие пространство, были неподвижными друг относительно друга, а процессы, составляющие время, были установившимися.

Пусть даны два пространства-времени  $X$  и  $Y$ , каждое из которых состоит из неподвижных друг по отношению к другу тел и установившихся друг по отношению к другу процессов. Пусть после некоторого изменения отношения порядка на  $X$  образуется пространство-время  $Y$ . Указанное изменение будем называть *движением* пространства-времени  $Y$  относительно  $X$ . Будем считать, что указанное движение

<sup>3</sup> Объединение пространства и времени в один объект пространство-время на рассматриваемом этапе представляется искусственным. Однако, с введением постулатов специальной теории относительности такое объединение приобретает конструктивный смысл.

определено, если определено отображение  $u: X \rightarrow Y$  ( $Y = u(X)$ ). Пространство-время, по отношению к которому определяется движение, назовем *системой отсчета*.

Пусть даны движения  $u_1: X \rightarrow Y$  и  $u_2: Y \rightarrow Z$ . Движение  $u: X \rightarrow Z$  будем называть *композицией* или *произведением движений*  $u_1$  и  $u_2$  и записывать закон композиции движений следующим образом:

$$u = u_2 \circ u_1.$$

Введем *единичное* движение  $e$  – движение, при котором отношение порядка на множестве тел и процессов не меняется. Введем *обратное* движение  $u^{-1}$  согласно условию  $u \circ u^{-1} = e$ . Введенное таким образом множество движений составляет *группу движений*, которую будем обозначать символом  $U$ .

Далее, говоря о движениях тел и процессов, будем подразумевать группу отображений  $U$  пространства-времени в себя.

### III. ПРОСТРАНСТВО-ВРЕМЯ

Пусть дано упорядоченное множество тел и процессов  $X$ , называемое нами пространством-временем, и некоторое упорядоченное подмножество тел и процессов  $A_1$ . Тогда для подмножества  $A_1$  относительно пространства-времени  $X$  определяются верхняя и нижняя грани  $\sup_x A_1$  и  $\inf_x A_1$ . Тела и процессы, выделенные верхней и нижней гранями, назовем *вложенными* в пространство-время  $X$ , а само  $X$  *составным*. На множестве составных и вложенных тел и процессов введем дополнительное отношение порядка: если  $a$  и  $b$  тела этого множества и  $b$  вложено в  $a$ , то  $a > b$  означает, что тело  $a$  больше вложенного тела  $b$ . Если  $t$  и  $s$  процессы и  $s$  вложено в  $t$ , то  $t > s$ , означает, что процесс  $t$  продолжительнее процесса  $s$ , или процесс  $s$  короче процесса  $t$ .  $a = b$ ,  $t = s$  означает, что тела  $a$  и  $b$ , процессы  $t$  и  $s$  одинаковы.

Обобщим представление о составном теле (процессе), положив, что каждое тело и процесс являются множеством *элементарных* тел и процессов. Элементарное тело назовем *точкой*, элементарный процесс – *событием*.

Следующий шаг в развитии понятий тело, процесс, пространство-время состоит в утверждении, что каждое тело и процесс представляет собой *топологическое пространство*. То есть, каждой точке (событию)  $x$  тела (процесса)  $A$  можно поставить в соответствие *фундаментальное семейство подмножеств*  $B(A)$  – *база открытых окрестностей*. Таким образом, пространство-время представляет собой упорядоченное топологическое множество. Вместе с понятием топологии в наше построение входят такие понятия как *внутренняя* и *внешняя* точки (события), *граничная* точка (событие), *предельная* точка (событие), *компактные*, *связные* множества точек и событий. Понятия порядка и топологии позволяют раз-

вить представление об отображении одного множества тел и процессов на другое. Отображение может быть снабжено дополнительными характеристиками. Оно может быть *монотонно возрастающим*, *монотонно убывающим*, *непрерывным*.

Заметим, что введенные столь общим образом отношение порядка и топология допускают множество конкретных реализаций.

Далее можно ввести общие представления о *сравнении* двух отношений порядка и двух топологий. А именно, можно говорить о *более* и *менее сильном* отношении порядка и о *более* и *менее сильной* топологии. По аналогии с понятием более сильной топологии назовем отношение порядка  $R_1$  более сильным по сравнению с отношением порядка  $R_2$ , если для любых точек (событий)  $a$  и  $b$ , связанных отношением  $a R_2 b$ , выполняется отношение  $a R_1 b$ .

Заметим также, что свойства множества точек и событий зависят от выбранных отношений порядка и топологии. Так, например, одно и то же множество точек может быть компактным пространством по отношению к одной базе открытых окрестностей и некомпактным по отношению к другой. Понятие граничных точек и событий позволяет ввести *касающиеся* тела и процессы, под которыми подразумеваются тела и процессы, общие точки которых являются граничными. Далее будем считать, что пространство-время состоит только из касающихся тел и процессов.

### IV. ПРОСТРАНСТВО-ВРЕМЯ КАК АФИННОЕ ПРОСТРАНСТВО

Из движений тел и процессов выделим те, которые составляют *просто транзитивную абелеву группу*.<sup>4</sup>

Назовем эти движения *сдвигами* и будем считать, что пространство-время снабжено группой сдвигов. А так как пространство-время является топологическим пространством, то оно, следовательно, является непрерывной группой сдвигов. Сдвиги можно описать с помощью отображения пространства-времени,

<sup>4</sup> Группа  $U$ , действующая на пространстве, называется *транзитивной*, если любая точка пространства преобразуется в любую другую точку элементом группы. Если преобразование любой точки пространства в любую другую точку осуществляется единственным элементом группы  $U$ , то такая группа называется *просто транзитивной*. Если любая точка пространства не может быть преобразована в любую другую точку пространства элементом группы, то такая группа называется *интранзитивной*. Группа преобразований называется абелевой, если ее элементы перестановочны.

Например: группа сдвигов и вращений на евклидовой плоскости является транзитивной, но не просто транзитивной, так как некоторые пары точек могут быть связаны между собой несколькими, а не единственным, элементами группы; группа вращений на евклидовой плоскости не является транзитивной, так как не всякие две произвольные точки связаны элементом группы.

движущегося посредством сдвигов, на пространство-время, принятое за систему отсчета. Сдвиги позволяют построить пространство-время из некоторого набора тел и процессов. Для этого введем представление о *линии сдвигов*, под которой будем понимать множество точек-событий системы отсчета, в которое отображается точка-событие, совершающая движение под действием конечного непрерывного преобразования группы сдвигов. Пару точек-событий  $(A, A_1)$ , где  $A$  точка-событие, которая под действием сдвига отображается в точку-событие  $A_1$ , и отрезок линии сдвигов, заключенный между этими точками-событиями, назовем *вектором*  $AA_1$ . Вектор, с одной стороны, – элемент (тело, процесс) пространства-времени, а, с другой, – образ сдвига. Закон композиции на группе сдвигов и в пространстве-времени можно записать как сложение векторов:

$$AA_2 = AA_1 + A_1A_2. \quad (3)$$

Вектор  $AA_1$  называется нулевым, если точка  $A$  совпадает с точкой  $A_1$ . Для нулевого вектора имеют место соотношения

$$AA + AA_1 = AA_1 + A_1A_1 = AA_1.$$

Каждому вектору  $AA_1$  соответствует *обратный* вектор  $A_1A$ , для которого выполняется

$$AA_1 + A_1A = AA.$$

Вышеуказанные соотношения представляют собой аксиомы *аффинного* пространства. В результате пространство-время выступает как *аффинное* пространство.

### 1. Пространство-время как четырехмерное векторное пространство

Определим равенство векторов аффинного пространства-времени следующим образом: вектор  $AA_1$ , выходящий из точки-события  $A$  и вектор  $BB_1$ , выходящий из точки-события  $B$ , называются равными друг другу, если им соответствует одно преобразование группы сдвигов. Равные векторы целесообразно обозначать одним символом. Например,

$$AA_1 = BB_1 \equiv a.$$

Определенное так равенство векторов позволяет представить группу сдвигов и пространство-время как векторное пространство. Действительно, пусть с точкой  $A$  связано соотношение (3) а с точкой  $B$  связано соотношение

$$BB_2 = BB_1 + B_1B_2.$$

И пусть

$$AA_2 = BB_2 \equiv a, \quad AA_1 = BB_1 \equiv a_1, \quad A_1A_2 = B_1B_2 \equiv a_2.$$

Тогда закон композиции векторов

$$a = a_1 + a_2. \quad (4)$$

можно рассматривать независимо от точки пространства-времени. Таким образом, пространство-время выступает как множество векторов, снабженных законом композиции (4). В силу ассоциативности и коммутативности группового закона группы сдвигов закон композиции векторов ассоциативен и коммутативен. Введенное равенство векторов позволяет определить не только закон композиции векторов, но и закон умножения вектора на число. Действительно, пусть задан вектор  $AB$  с началом в точке  $A$  и концом в точке  $B$ , а из точки  $B$  выходит вектор  $BD$  с концом в точке  $D$ , равный вектору  $AB$ . Тогда вектор  $AD$  составлен из двух равных друг другу векторов. И в общем случае произвольный вектор всегда можно составить из нескольких равных друг другу векторов. Тем самым на пространстве-времени введено умножение вектора на число:

$$a = e \cdot a.$$

Здесь  $a \in K$  – множеству действительных чисел. Из ассоциативности и коммутативности группового закона композиции следуют соотношения

$$(a \cdot b) \cdot e = a \cdot (b \cdot e)$$

и

$$a \cdot (e_1 + e_2) = a \cdot e_1 + a \cdot e_2,$$

где  $a, b \in K$ . Вышеприведенные соотношения составляют аксиомы векторного пространства.

С введением векторного пространства в рассмотренные входят такие понятия как *базисные векторы*

$$e_1, \quad e_2, \quad e_3, \quad \tau,$$

*размерность* пространства, *координаты* вектора

$$x^1, \quad x^2, \quad x^3, \quad t.$$

Система, состоящая из точки-события и произвольного базиса векторного пространства, называется *репером* пространства-времени. *Поле* реперов, полученное из исходного преобразованием группы сдвигов, представляет собой реализацию системы отсчета.

Числа  $x^i$ , поставленные в соответствие точкам-событиям пространства-времени при записи вектора через базисные векторы, назовем *нормальной системой координат*. Очевидно, что базису однозначно соответствует нормальная система координат и наоборот. Заметим, что также, как отношение порядка и топология, базисные векторы определяются не однозначно, в выборе нормальной системы координат существует произвол. Однако, каждая из нормальных систем координат обладает следующими инвариантными свойствами:

1. *координатные* линии – линии, вдоль которых меняется только одна из координат, – являются линиями сдвигов;
2. сложение сдвигов (векторов) записывается через сложение координат граничных точек и событий векторов, которые приводятся в соприкосновение в результате слагаемых движений:

$$x'^i = x^i + a^i.$$

### 1. Линии сдвигов в нормальной системе координат

Пусть  $e$  – базисный вектор вдоль некоторой линии сдвигов. Тогда уравнение этой линии сдвигов имеет вид

$$x(x) = x_0 + e \cdot x.$$

Здесь векторы  $x_0$  и  $e$  не зависят от нормальной координаты  $x$ . Отсюда имеем следующие уравнения

$$\frac{dx(x)}{dx} = e \quad (5)$$

и

$$\frac{d^2x(x)}{dx^2} = 0. \quad (6)$$

Последнее уравнение есть дифференциальное уравнение линии сдвигов. Оно носит инвариантный характер и не зависит от системы координат.

Пусть

$$e = e_i \cdot k^i,$$

где  $k^i \in K$  – проекции базисного вектора  $e$  на базисные векторы  $e_i$ . Тогда

$$x(x) = e \cdot (x_0^i + k^i \cdot x)$$

и уравнение линии сдвигов по отношению к нормальным координатам имеет вид

$$x^i(x) = x_0^i + k^i \cdot x.$$

Отсюда дифференциальное уравнение линии сдвигов по отношению к нормальным координатам имеет вид

$$\frac{d^2x^i(x)}{dx^2} = 0.$$

Это уравнение не является инвариантным и в указанной форме записывается только для нормальной системы координат.

### 2. Линии сдвигов в произвольной системе координат

Введем на пространстве-времени произвольную систему координат, выполнив отображение точек пространства-времени в числа  $y^\alpha$ <sup>5</sup>. Так как координаты  $x$  и  $y$  определены на одних и тех же точках, то, следовательно, определены функции

$$x^i(y^\alpha).$$

Уравнение (5) приобретает следующий вид<sup>6</sup>

$$\frac{dx(x)}{dx} = e_i \cdot x^i_{,\beta} \cdot \frac{dy^\beta}{dx} = e_i \cdot k^i.$$

Отсюда уравнение (6) приобретает следующий вид

$$e_i \cdot \left( x^i_{,\beta} \cdot \frac{d^2y^\beta}{dx^2} + \frac{dx^i_{,\beta}}{dx} \cdot \frac{dy^\beta}{dx} \right) = 0.$$

Или

$$x^i_{,\beta} \cdot \frac{d^2y^\beta}{dx^2} + x^i_{,\beta,\gamma} \cdot \frac{dy^\beta}{dx} \cdot \frac{dy^\gamma}{dx} = 0. \quad (7)$$

Введем производные

$$y_{,i}^\alpha$$

и умножим на них выведенное уравнение (7), выполнив соответствующую свертку. При этом учтем, что

$$y_{,i}^\alpha \cdot x^i_{,\beta} = \delta^\alpha_\beta.$$

Получим

$$\frac{d^2y^\alpha}{dx^2} + \Gamma^\alpha_{\beta\gamma} \cdot \frac{dy^\beta}{dx} \cdot \frac{dy^\gamma}{dx} = 0. \quad (8)$$

где введено обозначение

$$\Gamma^\alpha_{\beta\gamma} = y_{,i}^\alpha \cdot x^i_{,\beta,\gamma}.$$

Это уравнение есть уравнение линии сдвигов в произвольной системе координат. Нужно отметить, что в произвольной системе координат уравнение линии сдвигов теряет свой наглядный смысл постоянства проекций  $k^i$  вдоль линии сдвигов. Кроме того, всегда нужно иметь в виду, что в этой записи  $y$  – это произвольные координаты, а  $x$  – это нормальная координата на линии сдвигов.

<sup>5</sup> С физической точки зрения введение такого отображения недопустимо, пока не определена процедура измерения пространственно-временных объектов, приводящая к указанной системе координат.

<sup>6</sup> Мы используем часто применяющееся обозначение: запятая перед индексом означает дифференцирование по координате с указанным индексом. Пример

$$x^i_{,\beta} \equiv \frac{\partial x^i}{\partial y^\beta}.$$

## V. ПРОСТРАНСТВО-ВРЕМЯ КАК АФИННОЕ ЕВКЛИДОВО ПРОСТРАНСТВО

### 1. Геометрическое пространство как евклидово пространство

На геометрическом пространстве  $X_3$  введем закон композиции, который каждой паре векторов  $x_1$  и  $x_2$  ставит в соответствие число, обозначаемое следующим образом

$$\langle x_2, x_1 \rangle.$$

И пусть этот закон композиции связан с законами векторного пространства<sup>7</sup> следующими соотношениями

$$\begin{aligned} \langle a \cdot x_2, x_1 \rangle &= \langle x_2, a \cdot x_1 \rangle = a \cdot \langle x_2, x_1 \rangle \\ \langle x_2, (x_1 + x) \rangle &= \langle x_2, x_1 \rangle + \langle x_2, x \rangle. \end{aligned} \quad (9)$$

Такой закон композиции называется *скалярным умножением* векторов, а соответствующее число *скалярным произведением* векторов.

Скалярное произведение с физической точки зрения представляет собой операцию *измерения*. Вектор  $x$  геометрического пространства  $X_3$  представляет собой *измеряемый вектор*. Вектор  $e$  представляет собой *измерительный эталон*. Операция измерения ставит в соответствие вектору  $x$  и эталону  $e$  число  $x = \langle x, e \rangle$  – *проекцию* вектора  $x$  на эталон  $e$  – результат измерения. Измерение, рассматриваемое как соответствие между векторами  $x$  и числами  $x^a$ , представляет собой отображение геометрического пространства  $X_3$  в множество действительных чисел  $K^3$ .

Пусть  $x = AB$  – вектор, соединяющий точки  $A$  и  $B$ . Пусть  $e = AE$  – вектор, соединяющий точки  $A$  и  $E$ , причем точка  $E$  находится на линии  $AB$ . И пусть вектор  $AE$  принят за измерительный эталон. Тогда

$$l_x = l_{AB} = \langle x, e \rangle = \langle AB, AE \rangle$$

называется *расстоянием* между точками  $A$  и  $B$ .

Пусть векторы, участвующие в скалярном произведении, записаны через базисные векторы

$$x_2 = e_a \cdot x_1^a, \quad x_1 = e_b \cdot x_2^b.$$

Здесь  $a, b = 1, 2, 3$ . Тогда в силу (9) имеем

$$\begin{aligned} \langle x_2, x_1 \rangle &= \langle e_a \cdot x_2^a, e_b \cdot x_1^b \rangle = \\ \langle e_a, e_b \rangle \cdot x_2^a \cdot x_1^b &= g_{ab} \cdot x_2^a \cdot x_1^b. \end{aligned}$$

Величина

$$g_{ab} = \langle e_a, e_b \rangle$$

называется *метрическим тензором*. Потребуем, чтобы базисные векторы  $e_a$  удовлетворяли условию *ортономмированности*:

$$\begin{aligned} \langle e_1, e_1 \rangle &= 1, \quad \langle e_2, e_2 \rangle = 1, \quad \langle e_3, e_3 \rangle = 1, \\ \langle e_a, e_b \rangle &= 0, \quad a \neq b. \end{aligned}$$

В этом случае метрический тензор имеет вид:

$$g_{ab} = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix}.$$

Скалярное произведение вектора на себя называется *нормой* вектора:

$$x^2 = \langle x, x \rangle = x^a \cdot x^b \cdot g_{ab}.$$

Движение, отличное от сдвига и сохраняющее норму вектора, называется *поворотом*. Таким образом, для поворотов имеет место

$$(x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2 = (x'^1)^2 + (x'^2)^2 + (x'^3)^2. \quad (10)$$

Здесь  $x^a$  – координаты вектора в системе отсчета,  $x'^a$  – координаты вектора в повернутом геометрическом пространстве.

### 2. Пространство-время и специальная теория относительности

Согласно СТО скорость распространения электромагнитных волн (скорость света  $c$ ) есть инвариант, не зависящий от движения системы отсчета. А это означает, что волновой оператор (оператор Даламбера) сохраняется при переходе к движущейся системе отсчета

$$\frac{\partial^2}{(\partial x^1)^2} + \frac{\partial^2}{(\partial x^2)^2} + \frac{\partial^2}{(\partial x^3)^2} - \frac{\partial^2}{c^2 \cdot (\partial t)^2} = \frac{\partial^2}{(\partial x'^1)^2} + \frac{\partial^2}{(\partial x'^2)^2} + \frac{\partial^2}{(\partial x'^3)^2} - \frac{\partial^2}{c^2 \cdot (\partial t')^2}.$$

Здесь  $x^a$  – координаты вектора, а  $t$  – координата времени в неподвижной системе отсчета,  $x'^a$  – координаты вектора, а  $t'$  – координата времени в движущейся системе отсчета.

Отсюда, в свою очередь, следует, что уравнение характеристической поверхности

$$(x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2 - (c \cdot t)^2 = const$$

также сохраняется при переходе к движущейся системе отсчета. То есть имеет место

$$\begin{aligned} (x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2 - (c \cdot t)^2 &= \\ (x'^1)^2 + (x'^2)^2 + (x'^3)^2 - (c \cdot t')^2 &= \end{aligned} \quad (11)$$

Ключевое предположение СТО состоит в том, что соотношение (11) есть обобщение соотношения (10). И уже отсюда следует, что

<sup>7</sup> сложением векторов и умножением вектора на число

- выражение

$$(x^1)^2 + (x^2)^2 + (x^3)^2 - (c \cdot t)^2 = x^2 \quad (12)$$

необходимо рассматривать как норму четырехмерного вектора вида

$$x = e_1 \cdot x^1 + e_2 \cdot x^2 + e_3 \cdot x^3 + e_4 \cdot x^4,$$

где введено обозначение  $x^4 = c \cdot t$ .

- Пространство и время должны быть объединены в четырехмерное векторное пространство  $X_4$  (пространство-время), снабженное скалярным умножением векторов, которое каждой паре векторов  $x_1$  и  $x_2$  из  $X_4$  ставит в соответствие число

$$\langle x_2, x_1 \rangle$$

– скалярное произведение – со свойствами (9).

Пусть векторы, участвующие в скалярном произведении, записаны через базисные векторы

$$x_2 = e_i \cdot x_1^i, \quad x_1 = e_k \cdot x_2^k.$$

Здесь  $i, k = 1, 2, 3, 4$ . Тогда в силу (9) имеем

$$\begin{aligned} \langle x_2, x_1 \rangle &= \langle e_i \cdot x_2^i, e_k \cdot x_1^k \rangle = \\ &= \langle e_i, e_k \rangle \cdot x_2^i \cdot x_1^k = g_{ik} \cdot x_2^i \cdot x_1^k. \end{aligned}$$

Величина

$$g_{ik} = \langle e_i, e_k \rangle$$

по-прежнему называется *метрическим тензором*. Норма вектора запишется следующим образом

$$x^2 = \langle x, x \rangle = x^i \cdot x^k \cdot g_{ik}.$$

Из сравнения этого выражения с (12) определяется скалярное произведение гипотетического базисного вектора  $e_4$  на себя

$$g_{44} = \langle e_4, e_4 \rangle = -1.$$

В результате условие ортонормированности обобщается следующим образом

$$\begin{aligned} \langle e_1, e_1 \rangle &= 1, \quad \langle e_2, e_2 \rangle = 1, \quad \langle e_3, e_3 \rangle = 1, \\ \langle e_4, e_4 \rangle &= -1, \quad \langle e_i, e_k \rangle = 0, \quad i \neq k \end{aligned}$$

и метрический тензор имеет вид:

$$g_{ik} = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{vmatrix}.$$

- Равномерное движение геометрического пространства, подчиняющееся принципу инвариантности скорости света, сохраняет норму четырехмерного вектора (11). Поэтому такое движение является поворотом (точнее гиперболическим поворотом) пространства-времени.

### 1. Замечание к инвариантности скорости света

Помимо электромагнитных волн, распространяющихся со скоростью света, в физике рассматриваются волновые процессы другой природы. Например, распространение звука в воздушной среде, характеризуемое скоростью звука в воздухе. Однако, только электромагнитной волне приписывается необыкновенное свойство: скорость ее распространения является инвариантной по отношению к движению тел. Иначе говоря, скорость света является физической константой, не зависящей от движения тела. Отсюда возникает естественный вопрос: чем звуковая волна "хуже" электромагнитной, почему скорость звука нельзя считать инвариантом движения тел? Можно поставить вопрос иначе: как должна выглядеть реальность, чтобы скорость звука сохраняла свое значение (была инвариантом) при движении тел?

Размышления на эту тему приводят к довольно туманному ответу, но содержащему, тем не менее, конструктивный смысл. Видимо, дело заключается в свойствах тел. Если бы тела были сконструированы из воздушной среды, то для таких тел скорость звука являлась инвариантом. И мы имели бы дело с преобразованиями Лоренца, в которые входила бы скорость звука в воздухе, а сама эта скорость была бы предельной для движения тел вышеуказанной природы.

А то, что мы вынуждены приписывать инвариантные свойства скорости света, означает, что тела, с которыми мы имеем дело, образованы из электромагнитной среды.

## VI. ПРОСТРАНСТВО-ВРЕМЯ КАК АФИННОЕ ПРОСТРАНСТВО АЛГЕБРЫ КЛИФФОРДА

### 1. Пространство-время как аффинное пространство 2-векторов

Обратимся к пространству-времени как четырехмерному аффинному пространству. Пусть из точки события  $A$  выходит два вектора  $AB$  и  $AC$  (Рис.1).

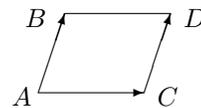


Рис.1

Пусть под действием конечного непрерывного преобразования группы сдвигов вектор  $AB$  движется вдоль вектора  $AC$ . Причем в результате вектор  $AB$  отображается в вектор  $CD$ , то есть

$$AB = CD.$$

Тогда два вектора  $AB$  и  $CD$  и поверхность, заключен-

ную между ними назовем 2-вектором<sup>8</sup> и обозначим его  $ACDB$ . Композиция сдвигов с участием вектора  $AB$  может быть записана как сложение 2-векторов (Рис.2)

$$ACDB + CEFD = AEFB.$$

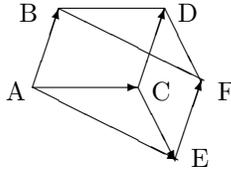


Рис.2

Вектор  $ACDB$  называется нулевым, если либо вектор  $AB$  либо вектор  $AC$  равен нулю. Для нулевого вектора выполняется соотношение<sup>9</sup>

$$AABB + AEFB = AEFB.$$

Каждому вектору  $ACDB$  соответствует *обратный* вектор  $CABD$ , для которого выполняется

$$ACDB + CABD = AABB.$$

Вышеуказанные соотношения представляют собой аксиомы *аффинного* пространства. В результате пространство-время выступает как *аффинное* пространство 2-векторов.

Определенное в Разделе IV.1 настоящей Лекции равенство векторов позволяет определить равенство 2-векторов и перейти к векторному пространству 2-векторов, не зависящему от точки-события пространства-времени. Это пространство в Лекции 16 Раздел III.1 мы обозначили  $X^2$ . С введением этого векторного пространства в наше рассмотрение вошли такие понятия как *базисные векторы*

$$e_{ik},$$

координаты 2-вектора

$$x^{ik}$$

и разложение 2-вектора  $x$  по базисным векторам

$$x = e_{ik} \cdot x^{ik}.$$

<sup>8</sup> Это понятие совпадает с тем, которое было введено в Лекции 16 Раздел III.1.

<sup>9</sup> В рассматриваемом случае

$$AC = 0.$$

## 2. Пространство-время как аффинное пространство $n$ -векторов

Пусть к точке-событию  $A$  пространства-времени присоединен 2-вектор и вектор  $AD$ . И пусть под действием конечного непрерывного преобразования группы сдвигов 2-вектор движется вдоль вектора  $AD$ . Причем в результате 2-вектор отображается в 2-вектор, присоединенный к точке-событию  $D$ . Тогда начальный 2-вектор (присоединенный к точке-событию  $A$ ), конечный 2-вектор (присоединенный к точке-событию  $D$ ) и объем, заключенный между указанными 2-векторами назовем 3-вектором. Преобразования группы сдвигов позволяют ввести на множестве 3-векторов операцию сложения, определить нулевой 3-вектор и обратный 3-вектор. И, следовательно, пространство-время есть *аффинное* пространство 3-векторов.

Определенное в Разделе IV.1 настоящей Лекции равенство векторов позволяет определить равенство 3-векторов и выделить векторное пространство 3-векторов, не зависящее от точки-события пространства-времени. Это пространство в Лекции 16 Раздел III.2 мы обозначили  $X^3$ . С введением этого векторного пространства в наше рассмотрение вошли такие понятия как *базисные векторы*

$$e_{ikl},$$

координаты 3-вектора

$$x^{ikl}$$

и разложение 3-вектора  $x$  по базисным векторам

$$x = e_{ikl} \cdot x^{ikl}.$$

Обобщая по индукции, получим следующую канву рассуждений. Пусть к точке-событию  $A$  пространства-времени присоединен  $(n - 1)$ -вектор и вектор  $АН$ . И пусть под действием конечного непрерывного преобразования группы сдвигов  $(n - 1)$ -вектор движется вдоль вектора  $АН$ . Причем в результате  $(n - 1)$ -вектор отображается в  $(n - 1)$ -вектор, присоединенный к точке-событию  $H$ . Тогда начальный  $(n - 1)$ -вектор (присоединенный к точке-событию  $A$ ), конечный  $(n - 1)$ -вектор (присоединенный к точке-событию  $D$ ) и гиперобъем, заключенный между указанными  $(n - 1)$ -векторами назовем  $n$ -вектором. Преобразования группы сдвигов позволяют ввести на множестве  $n$ -векторов операцию сложения, определить нулевой  $n$ -вектор и обратный  $n$ -вектор. И, следовательно, пространство-время есть *аффинное* пространство  $n$ -векторов.

Определенное в Разделе IV.1 настоящей Лекции равенство векторов позволяет также определить равенство  $n$ -векторов и выделить векторное пространство  $n$ -векторов, не зависящее от точки-события пространства-времени. Это пространство в Лекции 16

Раздел III.2 мы обозначили  $X^n$ . С введением этого векторного пространства в наше рассмотрение вошли такие понятия как *базисные векторы*

$$e_{i_1 i_2 \dots i_n},$$

координаты  $n$ -вектора

$$x^{i_1 i_2 \dots i_n}$$

и разложение  $n$ -вектора  $x$  по базисным векторам

$$x = e_{i_1 i_2 \dots i_n} \cdot x^{i_1 i_2 \dots i_n}.$$

Максимальный порядок  $n$ -векторов равен размерности пространства-времени, то есть четырем.

Объединение векторных пространств  $n$ -векторов, где  $n = 1, 2, 3, 4$ , и множества действительных чисел приводит к векторному пространству

$$\mathbb{X} = K + X^1 + X^2 + X^3 + X^4,$$

которое, в частном случае, является пространством алгебры Клиффорда.

## VII. ВЫВОДЫ

- Первичными понятиями кинематики являются: тело, процесс, движение.
- Пространство есть упорядоченное множество тел. Время есть упорядоченное множество процессов. Объединение этих множеств определяется как пространство-время.
- Движение это преобразование пространства и времени, изменяющее порядок тел и порядок процессов. Движения составляют группу.
- Основополагающим понятием, относящимся к пространству-времени, является просто транзитивная абелева группа движений – группа сдвигов. Группа сдвигов позволяет рассматривать пространство-время как аффинное пространство, а затем как векторное пространство.
- Из условия, что координаты в пространстве и времени есть результат измерения, следует, что пространство-время нужно рассматривать как векторное пространство, снабженное скалярным произведением векторов.
- Основополагающие понятия: группа сдвигов, векторное пространство, скалярное произведение векторов должны быть перенесены в искривленное пространство-время.