

Итак, для вырождения метрики необходимо и достаточно обращение в нуль $\text{Det}|g_{ij}|$.

Тем самым условие невырожденности равносильно условию

$$\text{Det}|g_{ij}| \neq 0. \quad (39.16)$$

Мы можем теперь разумировать: *внесение в n -мерное аффинное пространство операции скалярного умножения векторов равносильно заданию в нем метрического тензора g_{ij} , удовлетворяющего условиям симметрии (37.11) и невырожденности (39.16) (а в остальном выбранного произвольно).*

Заметим, что достаточно потребовать соблюдения условия (39.16) в *одной координатной системе*; из нашего рассуждения видно, что отсюда следует невырожденность скалярного произведения, а тем самым соблюдение условия (39.16) в *любой координатной системе*. Впрочем, это нетрудно проверить и прямой выкладкой. В самом деле, закон преобразования g_{ij} имеет вид

$$g_{i'j'} = A_{i'}^i A_{j'}^j g_{ij}.$$

Если считать номером строки в матрицах g_{ij} , $g_{i'j'}$ первый индекс, в матрице $A_{i'}^i$ — нижний индекс, а в матрице $A_{j'}^j$ — верхний индекс, то можно сказать, что матрица $\|g_{i'j'}\|$ получена умножением матриц $\|A_{i'}^i\|$, $\|g_{ij}\|$, $\|A_{j'}^j\|$ в порядке их записи. Но отсюда следует, что определители матриц также перемножаются, причем определители матриц $\|A_{i'}^i\|$, $\|A_{j'}^j\|$, конечно, равны. В результате

$$\text{Det}|g_{i'j'}| = (\text{Det}|A_{i'}^i|)^2 \cdot \text{Det}|g_{ij}|. \quad (39.17)$$

Другими словами, $\text{Det}|g_{ij}|$ есть относительный инвариант веса 2. Ясно, что обращение его в нуль (или, наоборот, неравенство нулю) в *одной координатной системе* влечет тот же самый результат в *любой координатной системе*.

§ 40. Тензорная алгебра в евклидовом пространстве

Все, что было сказано о тензорных операциях в аффинном пространстве, остается, разумеется, верным и для евклидова пространства. При этом появляется, однако, и кое-что новое, а именно, исчезает принципиальная разница между ковариантными и контравариантными индексами и возникает возможность переводить одни в другие.

Составим прежде всего в *каждой координатной системе* матрицу величин g^{ij} , обратную матрице координат g_{ij} метрического тензора. В силу условия невырожденности обратная матрица существует, а в силу условия симметрии будет симметрической вместе с матрицей g_{ij} .

Мы утверждаем, что величины g^{ij} образуют дважды контравариантный тензор, т. е. преобразуются по закону

$$g^{i'i'} = A_i^{i'} A_j^{j'} g^{ij}. \quad (40.1)$$

Проще всего показать это, обратив постановку вопроса: построим матрицу g^{ij} , обратную матрице g_{ij} , в одной координатной системе; затем, переходя к любой другой (штрихованной) координатной системе, преобразуем g^{ij} по закону (40.1) и покажем, что полученная при этом матрица $g^{i'i'}$ будет обратной матрице $g_{i'i'}$. Тот факт, что g^{ij} есть матрица, обратная g_{ij} , мы запишем уравнениями

$$g^{ij} g_{jk} = \delta_k^i, \quad (40.2)$$

выражающими, что произведение наших матриц дает единичную матрицу. При переходе в новую координатную систему мы учтем, что g_{jk} — координаты дважды ковариантного тензора, g^{ij} мы условились преобразовывать как координаты дважды контравариантного тензора, а значит, у нас записано, что результат свертывания двух этих тензоров по индексу j дает единичный тензор δ_k^i . Соотношения (40.2) имеют, таким образом, инвариантный характер, так что в новой координатной системе получаем снова

$$g^{i'i'} g_{j'k'} = \delta_{k'}^i,$$

а это показывает, что матрица $g^{i'i'}$, полученная преобразованием (40.1), действительно оказывается обратной матрице $g_{i'i'}$.

Дважды контравариантный тензор g^{ij} мы тоже будем называть метрическим тензором, но, в отличие от g_{ij} , контравариантным.

Теперь покажем, как в евклидовом пространстве каждый контравариантный индекс можно «переделать» в ковариантный, и обратно. Начнем с одновалентного контравариантного тензора x^i . Путем свертывания с метрическим тензором его можно «переделать» в ковариантный тензор:

$$x_i = g_{ij} x^j. \quad (40.3)$$

Поскольку метрический тензор евклидова пространства задан раз навсегда, то эта операция «опускания индекса» у тензора x^i определена однозначно.

Обратно, любой одновалентный ковариантный тензор x_j можно «переделать» в контравариантный путем свертывания с контравариантным метрическим тензором:

$$x^i = g^{ij} x_j. \quad (40.4)$$

Эта операция «поднятие индекса» также однозначно определена. С алгебраической точки зрения опускание индекса представляет собой линейное преобразование x^i в x_i при помощи матрицы g_{ij} , а поднятие индекса — преобразование x_i в x^i при помощи матрицы g^{ij} . Так как матрицы g_{ij} и g^{ij} взаимно обратные, то операции опускания и поднятия индекса взаимно уничтожают друг друга. Так, например, сначала «опустив» и затем «подняв» индекс у x^i , мы возвращаемся к прежнему контравариантному тензору x^i .

Координаты контравариантного тензора x^i , как мы знаем, всегда можно истолковать как координаты некоторого вектора

$$\mathbf{x} = x^i \mathbf{e}_i. \quad (40.5)$$

Спрашивается, какое отношение к вектору \mathbf{x} имеет тензор x_i , полученный из тензора x^i опусканием индекса. На этот вопрос легко ответить, пользуясь (39.8) и переписав (40.3) в виде

$$x_i = g_{ij} x^j = (\mathbf{e}_i \mathbf{e}_j) x^j = (\mathbf{e}_i, x^j \mathbf{e}_j),$$

т. е. окончательно

$$x_i = \mathbf{x} \mathbf{e}_i. \quad (40.6)$$

Итак, опускание индекса у координат x^i вектора \mathbf{x} приводит нас к скалярным произведениям этого вектора на векторы репера. Эти скалярные произведения мы будем называть ковариантными координатами x_i вектора \mathbf{x} .

Очевидно, ковариантные координаты x_i однозначно определяются по вектору \mathbf{x} , как и обратно, по ним можно однозначно определить этот вектор, перейдя предварительно к контравариантным координатам x^i поднятием индекса.

По той же схеме (40.3) и (40.4) производятся опускание и поднятие индекса (любого по выбору) у многовалентных тензоров. Единственное, что к этому нужно добавить, — это необходимость изменить нумерацию индексов у тензора в евклидовом пространстве. В самом деле, индексы тензора отличались друг от друга: контравариантные — порядком их записи наверху, а ковариантные — внизу. Но если мы, например, второй верхний индекс опускаем, то нельзя дать общего правила, на какое место его следует ставить внизу (второе место внизу может быть уже занято или внизу может и совсем не быть индексов).

Чтобы избежать связанной с этим неопределенности в обозначениях, мы часто будем *нумеровать места индексов верхних и нижних в совокупности*, так что каждому номеру отвечает лишь один индекс, стоящий или наверху или внизу. Если например, 3-й индекс стоит наверху, то третье место внизу остается «пустым», что отмечается точкой, и наоборот. Например, $a_{ij..l}^{..k}$ обозначает тензор, у ко-

торого 1-й и 2-й индексы ковариантные, 3-й — контравариантный, 4-й — снова ковариантный. Если 1-й индекс мы захотим «поднять», то для него заготовлено свободное место наверху, и мы получаем:

$$a_{j,l}^{i,h} = g^{ip} a_{p,j,l}^h. \quad (40.7)$$

Аналогично, если мы захотим опустить верхний индекс, то получим:

$$a_{i,jh} = g_{kp} a_{ij,p}^h. \quad (40.8)$$

Отметим важный пример: поднятие одного, например 2-го, индекса у g_{ij} дает единичный тензор:

$$g_i^j = g^{jp} g_{ip} = \delta_i^j, \quad (40.9)$$

для которого мы сохраняем прежнее обозначение.

Если мы теперь поднимаем и нижний индекс, то получим:

$$g^{ip} \delta_p^j = g^{ij},$$

так как при суммировании уцелеет лишь один член, для которого $p=j$. Итак, поднимая оба индекса у метрического тензора, мы получаем контравариантный метрический тензор.

Еще один пример: пусть аффинор $y = \mathcal{A}x$ задан посредством тензора a_{ij} (§ 27), или, как мы теперь будем писать, a_{ij}^i , считая верхний индекс первым, а нижний — вторым. Тогда $y^i = a_{ij}^i x^j$. Опуская индекс i , получаем:

$$y_i = a_{ij} x^j, \quad \text{где } a_{ij} = g_{ip} a_{ij}^p. \quad (40.10)$$

Таким образом, аффинор \mathcal{A} можно задать и дважды ковариантным тензором a_{ij} , причем его координаты образуют матрицу преобразования контравариантных координат вектора-аргумента в ковариантные координаты вектора-функции. В частности, аффинор \mathcal{A} называется симметрическим или кососимметрическим в случае симметричности и кососимметричности тензора a_{ij} . Следует подчеркнуть, что эти определения могут быть формулированы лишь в евклидовом пространстве и не имеют никакого смысла в аффинном пространстве, где опускание индексов невозможно. Это относится и к понятию ковариантных координат вектора.

§ 41. Плоскости в n -мерном евклидовом пространстве

Мы понимаем под m -мерной плоскостью в n -мерном евклидовом пространстве то же самое, что и в n -мерном аффинном пространстве (на базе которого евклидово пространство построено). Нам известно, что такая m -мерная плоскость сама является m -мерным аффинным