

где  $K$  — гауссова кривизна поверхности, а форма  $\Omega = \frac{i}{2} g dz \wedge \wedge d\bar{z}$  — элемент площади.

Доказательство. Имеем

$$d'd'' \ln g = \frac{\partial^2}{\partial z \partial \bar{z}} \ln g dz \wedge d\bar{z}.$$

Мы видели (в § 13, п. 1), что для поверхности, заданной в конформных координатах, величина  $-\frac{1}{2g} \frac{\partial^2 \ln g}{\partial z \partial \bar{z}}$  равна гауссовой кривизне. Теорема доказана.

### § 28. Ковариантное дифференцирование

1. Евклидова связность. В § 25 была разобрана операция взятия градиента кососимметрического тензора (тензорного поля), которая приводила к кососимметрическому тензору ранга, на единицу большего. Эта операция в компонентах имела вид

$$(dT)_{i_1 \dots i_{k+1}} = \sum_{q=1}^{k+1} (-1)^{q+1} \frac{\partial T_{i_1 \dots \hat{i}_q \dots i_{k+1}}}{\partial x^{i_q}}. \tag{1}$$

В частности, при  $k = 1$  мы имели

$$(dT)_{ij} = \frac{\partial T_j}{\partial x^i} - \frac{\partial T_i}{\partial x^j}. \tag{2}$$

Указывалось, что  $dT$  снова является тензором (это было строго доказано для  $k = 0, 1$ ). Указывалось также, что операция  $d$  — единственная не связанная ни с какой геометрией дифференциальная операция над тензорами в том смысле, что все остальные сводятся к ней и к чисто алгебраическим операциям, перечисленным ранее (перестановка индексов, сложение, произведение, след).

Что же касается обычного обобщения градиента функции на тензоры типа  $(p, q)$ .

$$T_{j_1 \dots j_q; k}^{i_1 \dots i_p} = \frac{\partial T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p}}{\partial x^k} \tag{3}$$

в пространстве с декартовыми координатами  $x^1, \dots, x^n$ , то уже говорилось, что результат этой операции не является тензором типа  $(p, q + 1)$ . Так как эта операция встречается довольно часто, мы укажем класс преобразований, относительно которого ее результат преобразуется как тензор. Это — линейные преобразования.

**Теорема 1.** Если в пространстве заданы координаты и тензорное поле  $T = T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p}$ , то поле

$$T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p}; k = \frac{\partial T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p}}{\partial x^k}$$

преобразуется как тензор типа  $(p, q + 1)$  при всех линейных заменах координат

$$\begin{aligned} x^i &= a_j^i z^j, \quad i, j = 1, \dots, n, \\ a_j^i &= \text{const}, \quad z^i = b_j^i x^j, \quad b_j^i a_k^j = \delta_k^i. \end{aligned}$$

**Доказательство.** Для линейных преобразований имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial x^i}{\partial z^j} &= a_j^i = \text{const} \quad \text{и} \quad \frac{\partial^2 x^i}{\partial z^j \partial z^k} = 0, \\ \frac{\partial z^i}{\partial x^j} &= b_j^i = \text{const}, \quad a_j^i b_k^j = \delta_k^i. \end{aligned}$$

По определению тензора

$$\tilde{T}_{l_1 \dots l_q}^{k_1 \dots k_p} = T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p} \frac{\partial z^{k_1}}{\partial x^{i_1}} \dots \frac{\partial z^{k_p}}{\partial x^{i_p}} \frac{\partial x^{j_1}}{\partial z^{l_1}} \dots \frac{\partial x^{j_q}}{\partial z^{l_q}} = T_{(j)}^{(i)} b_{(i)}^{(k)} a_{(l)}^{(j)}, \quad (4)$$

где  $(i) = i_1 \dots i_p$ ,  $(k) = k_1 \dots k_p$ ,  $(j) = j_1 \dots j_q$ ,  $(l) = l_1 \dots l_q$ . Так как  $a_j^i = \text{const}$ ,  $b_k^j = \text{const}$ , то при дифференцировании формулы (4) будем иметь

$$\tilde{T}_{(l);r}^{(k)} = \frac{\partial \tilde{T}_{(l)}^{(k)}}{\partial z^r} = \frac{\partial T_{(j)}^{(i)}}{\partial z^r} b_{(i)}^{(k)} a_{(l)}^{(j)} = \frac{\partial T_{(j)}^{(i)}}{\partial x^s} \frac{\partial x^s}{\partial z^r} b_{(i)}^{(k)} a_{(l)}^{(j)} = T_{(j);s}^{(i)} a_r^s a_{(l)}^{(j)} b_{(i)}^{(k)}. \quad (5)$$

Это — закон преобразования тензора. Теорема доказана.

Мы существенно использовали в доказательстве то, что  $\frac{\partial^2 x^i}{\partial z^j \partial z^k} = 0$ . Рассмотрим, например, тензоры типа  $(0, 1)$  или  $(1, 0)$ :

$$\frac{\partial T_i}{\partial x^k} = T_{i;k}, \quad \frac{\partial T^i}{\partial x^k} = T^i{}_{;k}.$$

В силу только что доказанной теоремы  $T_{i;k}$  и  $T^i{}_{;k}$  преобразуются как тензоры относительно линейных замен координат. При общих заменах координат  $x^i = x^i(z^1, \dots, z^n)$ ,  $i = 1, \dots, n$ , с  $\frac{\partial^2 x^i}{\partial z^h \partial z^j} \neq 0$  получим

$$\begin{aligned} \tilde{T}_{j;q} &= \frac{\partial \tilde{T}_j}{\partial z^q} = \frac{\partial}{\partial z^q} \left( T_i \frac{\partial x^i}{\partial z^j} \right) = \frac{\partial T_i}{\partial z^q} \frac{\partial x^i}{\partial z^j} + T_i \frac{\partial^2 x^i}{\partial z^q \partial z^j} = \\ &= \frac{\partial T_i}{\partial x^p} \frac{\partial x^p}{\partial z^q} \frac{\partial x^i}{\partial z^j} + T_i \frac{\partial^2 x^i}{\partial z^q \partial z^j} = T_{i;p} \frac{\partial x^p}{\partial z^q} \frac{\partial x^i}{\partial z^j} + T_i \frac{\partial^2 x^i}{\partial z^q \partial z^j}. \end{aligned}$$

Здесь  $\tilde{T}$  — компоненты в системе координат  $(z)$ , а  $T$  — компоненты в системе координат  $(x)$ . Итак, общая формула преобразования имеет вид

$$\frac{\partial \tilde{T}_j}{\partial z^q} = \tilde{T}_{j;q} = T_{i;p} \frac{\partial x^p}{\partial z^q} \frac{\partial x^i}{\partial z^j} + T_i \frac{\partial^2 x^i}{\partial z^q \partial z^j}. \quad (6)$$

Слагаемое  $T_i \frac{\partial^2 x^i}{\partial z^q \partial z^j}$  не имеет тензорного характера. Как было показано в § 25, выражение

$$(\tilde{dT})_{j;q} = \tilde{T}_{j;q} - \tilde{T}_{q;j} = (T_{i;p} - T_{p;i}) \frac{\partial x^p}{\partial z^q} \frac{\partial x^i}{\partial z^j}$$

является тензором. Но симметрическая часть

$$(\tilde{T}_{j;q} + \tilde{T}_{q;j}) = (T_{j;q} + T_{q;j}) \frac{\partial x^p}{\partial z^q} \frac{\partial x^i}{\partial z^j} + 2T_i \frac{\partial^2 x^i}{\partial z^q \partial z^j}$$

не является тензором относительно произвольных замен координат.

Аналогично для тензора  $T^i$  будем иметь

$$\begin{aligned} \tilde{T}^i_{;i} &= \frac{\partial \tilde{T}^i}{\partial z^i} = \frac{\partial}{\partial z^i} \left( T^i \frac{\partial z^j}{\partial x^i} \right) = \frac{\partial T^i}{\partial z^i} \frac{\partial z^j}{\partial x^i} + T^i \frac{\partial}{\partial z^i} \left( \frac{\partial z^j}{\partial x^i} \right) = \\ &= \frac{\partial T^i}{\partial x^p} \frac{\partial x^p}{\partial z^i} \frac{\partial z^j}{\partial x^i} + T^i \frac{\partial^2 z^j}{\partial x^i \partial x^q} \frac{\partial x^q}{\partial z^i}. \end{aligned} \quad (7)$$

Как видно, это — не тензор из-за второго слагаемого. Из формулы (7) вытекает, что

$$\begin{aligned} T^i_{;i} &= \frac{\partial \tilde{T}^i}{\partial z^i} = \frac{\partial T^i}{\partial x^p} \frac{\partial x^p}{\partial z^i} \frac{\partial z^j}{\partial x^i} + T^i \frac{\partial^2 z^j}{\partial x^i \partial z^q} \frac{\partial x^q}{\partial z^i} = \\ &= T^i_{;p} \delta_i^p + T^i \frac{\partial^2 z^j}{\partial x^i \partial x^q} \frac{\partial x^q}{\partial z^i} = T^i_{;i} + T^i \frac{\partial x^q}{\partial z^j} \frac{\partial^2 z^j}{\partial x^i \partial x^q}. \end{aligned} \quad (8)$$

**Замечание.** Выражение  $\frac{\partial T^i}{\partial x^i} = T^i_{;i}$  (вычисленное в евклидовых координатах) часто называется дивергенцией векторного поля. Как видите, это выражение  $T^i_{;i}$  не является скаляром по отношению к нелинейным заменам координат.

Обычно эту формулу используют лишь в евклидовых координатах  $(x^1, \dots, x^n)$ , смысл дивергенции состоит в следующем: если заданы малые смещения точек пространства

$$x^i \rightarrow x^i + T^i(x^1, \dots, x^n) = \bar{x}^i,$$

то элемент евклидова объема  $dx^1 \wedge \dots \wedge dx^n$  после смещения области приобретает добавок  $T^i_{;i} dx^1 \wedge \dots \wedge dx^n$  (см. § 22, п. 2).

Вернемся теперь к закону преобразования градиента

$$T_{j_1 \dots j_q; i; h}^{i_1 \dots i_p} = \frac{\partial T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p}}{\partial x^h}. \quad (9)$$

Ввиду доказанной теоремы мы условимся применять эту операцию только в евклидовых координатах  $x^1, \dots, x^n$  и в координатах, отличающихся от евклидовых линейной заменой

$$x^i = a_j^i z^j, \quad a_j^i = \text{const.}$$

Мы показали, что, применяя эту операцию по тем же формулам в другой системе координат, отличающейся от  $(x)$  нелинейной заменой, мы получим выражение  $\tilde{T}_{i_1 \dots i_q; r; s}^{k_1 \dots k_p}$ , связанное с  $T_{(j); i}^{(i)}$ ; нетензорным законом преобразования.

Подойдем теперь к вопросу с другой точки зрения: откуда мы знаем, что операцию взятия градиента надо всегда определять одной и той же формулой? Можно допустить следующее: а) эта операция существенно связана именно с евклидовой геометрией; б) что она применяется по формуле (9) лишь в евклидовых координатах  $x$ ; в) что результат этой операции есть тензор.

Какие следствия вытекают из этих гипотез? По каким формулам эта операция должна применяться в других системах координат, связанных с евклидовыми нелинейной заменой? Для вывода следствий из этих гипотез мы должны, во-первых, вычислить результат применения этой операции к тензорному полю  $T$  в евклидовых координатах  $x^1, \dots, x^n$  и лишь затем, согласно тензорному закону, преобразовать этот результат в другую систему координат  $x^i = x^i(z^1, \dots, z^n)$ ,  $i = 1, \dots, n$ .

Проделаем это:

$$T_{(j); s}^{(i)} = \frac{\partial T_{(j)}^{(i)}}{\partial x^s}, \quad (i) = i_1, \dots, i_p, \quad (j) = j_1, \dots, j_q. \quad (10)$$

По определению считаем  $T_{(j); s}^{(i)}$  тензором. Поэтому имеем

$$\tilde{T}_{(i); r}^{(h)} = T_{(j); s}^{(i)} \frac{\partial x^{(j)}}{\partial z^{(l)}} \frac{\partial z^{(h)}}{\partial x^{(i)}} \frac{\partial x^s}{\partial z^r}, \quad (11)$$

где

$$\frac{\partial x^{(j)}}{\partial z^{(l)}} = \frac{\partial x^{j_1}}{\partial z^{l_1}} \dots \frac{\partial x^{j_q}}{\partial z^{l_q}}, \quad \frac{\partial z^{(h)}}{\partial x^{(i)}} = \frac{\partial z^{h_1}}{\partial x^{i_1}} \dots \frac{\partial z^{h_p}}{\partial x^{i_p}}.$$

Спрашивается, какой операцией в системе координат  $(z^1, \dots, z^n)$  компоненты  $\tilde{T}_{(i); q}^{(h)}$  получаются из компонент  $\tilde{T}_{(l)}^{(h)}$ ?

Рассмотрим для простоты векторные поля  $(T^i)$  и ковекторные поля  $(T_j)$ . В этом случае из (11) получим

$$\tilde{T}^h_{;q} = T^i_{;s} \frac{\partial x^s}{\partial x^i} \frac{\partial x^h}{\partial z^q}; \quad \tilde{T}_{l;r} = T_{j;s} \frac{\partial z^h}{\partial x^l} \frac{\partial x^s}{\partial z^r}. \quad (12)$$

Так как  $T^i_{;s} = \frac{\partial T^i}{\partial x^s}$ , то из формулы (12) вытекает

$$\tilde{T}^h_{;q} = \frac{\partial T^i}{\partial x^s} \frac{\partial x^s}{\partial z^q} \frac{\partial z^h}{\partial x^i} = \frac{\partial T^i}{\partial z^q} \frac{\partial z^h}{\partial x^i}. \quad (13)$$

Напомним, что  $\tilde{T}^{hk} = T^i \frac{\partial z^h}{\partial x^i}$ . Из формулы (13) вытекает равенство

$$\tilde{T}^h_{;q} = \frac{\partial T^i}{\partial z^q} \frac{\partial z^h}{\partial x^i} = \frac{\partial}{\partial z^q} (\tilde{T}^{hk}) - T^i \frac{\partial}{\partial z^q} \left( \frac{\partial z^h}{\partial x^i} \right). \quad (14)$$

Так как  $T^i = \tilde{T}^s \frac{\partial x^i}{\partial z^s}$ , то получаем окончательное равенство

$$\tilde{T}^h_{;q} = \frac{\partial \tilde{T}^h}{\partial z^q} - \tilde{T}^s \frac{\partial x^i}{\partial z^s} \frac{\partial^2 z^h}{\partial x^i \partial x^m} \frac{\partial x^m}{\partial z^q}. \quad (15)$$

Введем теперь обозначение

$$\Gamma^h_{sq} = - \frac{\partial x^i}{\partial z^s} \frac{\partial x^m}{\partial z^q} \frac{\partial^2 z^h}{\partial x^i \partial x^m}. \quad (16)$$

Формула (15) приобретает вид

$$\tilde{T}^h_{;q} = \frac{\partial \tilde{T}^h}{\partial z^q} + \Gamma^h_{sq} \tilde{T}^s. \quad (17)$$

Нами доказана

**Теорема 2.** Если градиент векторного поля  $(T^i)$  преобразуется как тензор при любых заменах координат и в евклидовых координатах  $(x)$  вычисляется по обычной формуле

$$T^i_{;h} = \frac{\partial T^i}{\partial x^h},$$

то в любой другой системе координат  $(z)$  градиент вычисляется следующим образом:

$$\tilde{T}^h_{;r} = \frac{\partial \tilde{T}^h}{\partial z^r} + \Gamma^h_{sr} \tilde{T}^s,$$

где коэффициенты  $\Gamma^h_{sr}$  определяются формулой (16).

Аналогичным образом мы можем преобразовать выражение для ковекторного поля:

$$\begin{aligned}\tilde{T}_{i;r} &= T_{j;s} \frac{\partial x^j}{\partial z^i} \frac{\partial x^s}{\partial z^r} = \frac{\partial T_j}{\partial x^s} \frac{\partial x^s}{\partial z^r} \frac{\partial x^j}{\partial z^i} = \frac{\partial T_j}{\partial z^r} \frac{\partial x^j}{\partial z^i} \\ &= \frac{\partial}{\partial z^r} \left( \tilde{T}_h \frac{\partial z^h}{\partial x^j} \right) \frac{\partial x^j}{\partial z^i} = \frac{\partial \tilde{T}_h}{\partial z^r} \left( \frac{\partial z^h}{\partial x^j} \frac{\partial x^j}{\partial z^i} \right) + \tilde{T}_h \frac{\partial x^j}{\partial z^i} \frac{\partial}{\partial z^r} \left( \frac{\partial z^h}{\partial x^j} \right) = \frac{\partial \tilde{T}_h}{\partial z^r} \delta_i^h + \\ &\quad + \tilde{T}_h \frac{\partial x^j}{\partial z^i} \frac{\partial}{\partial z^r} \left( \frac{\partial z^h}{\partial x^j} \right) = \frac{\partial \tilde{T}_i}{\partial z^r} + \tilde{T}_h \left( \frac{\partial x^j}{\partial z^i} \frac{\partial x^s}{\partial z^r} \frac{\partial^2 z^h}{\partial x^j \partial x^s} \right) = \frac{\partial \tilde{T}_i}{\partial z^r} - \Gamma_{ir}^h \tilde{T}_{h;s}\end{aligned}$$

$$\text{где } \Gamma_{ir}^h = - \frac{\partial x^j}{\partial z^i} \frac{\partial x^s}{\partial z^r} \frac{\partial^2 z^h}{\partial x^j \partial x^s}.$$

Итак, нами доказана

**Теорема 3.** Если градиент ковекторного поля  $(T_i)$  преобразуется как тензор при любых заменах координат и в евклидовой системе координат вычисляется по обычной формуле

$$T_{i;k} = \frac{\partial T_i}{\partial x^k}$$

то в любой другой системе координат  $(z)$  он вычисляется по формуле

$$\tilde{T}_{i;k} = \frac{\partial \tilde{T}_i}{\partial z^k} - \tilde{T}_r \Gamma_{ik}^r \quad (18)$$

где набор  $\Gamma_{ik}^r$  тот же, что и для векторов  $(T^i)$  в теореме 2, т. е. вычисляется по формуле (16).

Итак, при построении операции взятия градиента, исходящем из того требования, что ее результат ведет себя как тензор при любых заменах координат  $x = x(z)$ , мы приходим к разным формулам для векторов и ковекторов:

$$\tilde{T}_{i;k} = \frac{\partial \tilde{T}_i}{\partial x^k} - \Gamma_{ik}^r \tilde{T}_r \quad (\text{для ковектора}),$$

$$\tilde{T}^i_{;k} = \frac{\partial \tilde{T}^i}{\partial x^k} + \Gamma_{rk}^i \tilde{T}^r \quad (\text{для вектора}).$$

Однако набор  $\Gamma_{ik}^i$  общий для них.

Мы не будем здесь проводить вычисления для любых тензоров типа  $(p, q)$ , но приведем без доказательства результат.

**Теорема 4.** Если градиент  $T_{(j);k}^{(i)}$  тензорного поля  $T_{(j)}^{(i)}$  типа  $(p, q)$  преобразуется как тензор при любых заменах координат и в евклидовой системе координат вычисляется по формуле

$$T_{(j);k}^{(i)} = \frac{\partial T_{(j)}^{(i)}}{\partial x^k},$$

то в любой другой системе координат  $x = x(z)$  он вычисляется по формуле

$$\tilde{T}_{(l);r}^{(h)} = \frac{\partial \tilde{T}_{(l)}^{(h)}}{\partial x^r} + \sum_{s=1}^p \tilde{T}_{l_1 \dots l_q}^{h_1 \dots (h_s \rightarrow i) \dots h_p} \Gamma_{ir}^{h_s} - \sum_{s=1}^q \tilde{T}_{l_1 \dots (l_s \rightarrow i) \dots l_q}^{h_1 \dots h_p} \Gamma_{l_s r}^i \quad (19)$$

(запись  $k_1 \dots (k_s \rightarrow i) \dots k_p$  означает, что в наборе  $k_1 \dots k_p$  следует вместо  $k_s$  взять  $i$ ), где набор функций  $\Gamma_{h_q}^p$  вычисляется по той же формуле (16).

Например, для тензоров 2-го ранга получаем

$$\tilde{T}_{j;k}^i = \frac{\partial \tilde{T}_j^i}{\partial x^k} + \tilde{T}_j^p \Gamma_{pk}^i - \tilde{T}_p^i \Gamma_{jk}^p$$

$$\tilde{T}_{ij;k} = \frac{\partial \tilde{T}_{ij}}{\partial x^k} - \tilde{T}_{pj} \Gamma_{ik}^p - \tilde{T}_{ip} \Gamma_{jk}^p$$

$$\tilde{T}_{;k}^{ij} = \frac{\partial \tilde{T}^{ij}}{\partial x^k} + \tilde{T}^{pj} \Gamma_{pk}^i + \tilde{T}^{ip} \Gamma_{pk}^j.$$

Градиент тензора  $T_{(j)}^{(i)}$  всегда обозначается через  $T_{(j);k}^{(i)}$ ,  $(i) = i_1 \dots i_p$ ,  $(j) = j_1 \dots j_q$ .

Следует подчеркнуть, что введенная нами операция существенно связана с евклидовой геометрией. Дело в том, что мы определяли эту операцию двумя требованиями:

- результат операции есть тензор;
- в евклидовых координатах она вычисляется по обычной формуле

$$T_{(j);k}^{(i)} = \frac{\partial T_{(j)}^{(i)}}{\partial x^k}.$$

С точки зрения данной операции можно сказать также, что евклидовыми называются такие координаты, что градиент в них для любого тензора вычисляется по формуле

$$T_{(j);k}^{(i)} = \frac{\partial T_{(j)}^{(i)}}{\partial x^k}.$$

Остается выяснить, каким образом набор  $\Gamma_{ij}^h = \Gamma_{ij}^h(z)$  меняется при замене координат  $z^i = z^i(z')$ ,  $i = 1, \dots, n$ .

Если заданы евклидовы координаты

$$(x^1, \dots, x^n), \quad x^i = x^i(z) = x^i(z(z')),$$

то, следуя формулам (16), полагаем

$$\Gamma_{pq}^h = - \frac{\partial x^i}{\partial z^p} \frac{\partial x^j}{\partial z^q} \frac{\partial^2 x^h}{\partial x^i \partial x^j} = \frac{\partial^2 x^m}{\partial z^p \partial z^q} \frac{\partial z^h}{\partial x^m}. \quad (20)$$

В системе координат  $(z')$  будем иметь

$$\Gamma_{p'q'}^{h'} = -\frac{\partial x^i}{\partial z^{p'}} \frac{\partial x^j}{\partial z^{q'}} \frac{\partial^2 z^{h'}}{\partial x^i \partial x^j} = \frac{\partial^2 x^m}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} \frac{\partial z^{h'}}{\partial x^m}. \quad (21)$$

Из формул (20) и (21) получаем

$$\begin{aligned} \Gamma_{pq}^h \frac{\partial z^p}{\partial z^{p'}} \frac{\partial z^q}{\partial z^{q'}} &= -\frac{\partial^2 z^h}{\partial x^i \partial x^j} \frac{\partial x^i}{\partial z^p} \frac{\partial x^j}{\partial z^q} \frac{\partial z^p}{\partial z^{p'}} \frac{\partial z^q}{\partial z^{q'}} = \\ &= -\frac{\partial^2 z^h}{\partial x^i \partial x^j} \frac{\partial x^i}{\partial z^{p'}} \frac{\partial x^j}{\partial z^{q'}} = -\frac{\partial^2 z^h}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} + \frac{\partial z^h}{\partial x^j} \frac{\partial^2 x^j}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}}, \end{aligned}$$

так как

$$\frac{\partial^2 [z^h(x(z'))]}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} = \frac{\partial}{\partial z^{p'}} \left( \frac{\partial z^h}{\partial x^i} \frac{\partial x^i}{\partial z^{q'}} \right) = \frac{\partial^2 x^i}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} \frac{\partial z^h}{\partial x^i} + \frac{\partial z^h}{\partial z^{p'}} \frac{\partial^2 x^i}{\partial x^i \partial x^j} \frac{\partial x^j}{\partial z^{q'}}.$$

Поэтому

$$\Gamma_{pq}^h \frac{\partial z^p}{\partial z^{p'}} \frac{\partial z^q}{\partial z^{q'}} + \frac{\partial^2 z^h}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} = \frac{\partial z^h}{\partial x^j} \frac{\partial^2 x^j}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}}.$$

Отсюда следует равенство

$$\frac{\partial z^{h'}}{\partial z^{h'}} \left( \Gamma_{pq}^h \frac{\partial z^p}{\partial z^{p'}} \frac{\partial z^q}{\partial z^{q'}} + \frac{\partial^2 z^q}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} \right) = \frac{\partial z^{h'}}{\partial z^h} \frac{\partial z^h}{\partial x^j} \frac{\partial^2 x^j}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} = \frac{\partial^2 x^j}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} \frac{\partial z^{h'}}{\partial x^j} = \Gamma_{p'q'}^{h'}.$$

Окончательно имеем формулу преобразования

$$\Gamma_{p'q'}^{h'} = \frac{\partial z^{h'}}{\partial z^h} \left( \Gamma_{pq}^h \frac{\partial z^p}{\partial z^{p'}} \frac{\partial z^q}{\partial z^{q'}} + \frac{\partial^2 z^h}{\partial z^{p'} \partial z^{q'}} \right). \quad (22)$$

Полученные результаты мы используем как идейную основу для выработки более общего понятия ковариантного дифференцирования тензоров, которое уже не связано ни с какой первоначальной евклидовой системой координат.

**Определение 1.** Говорят, что задана операция ковариантного дифференцирования (взятия градиента) тензоров любого типа, если в любой системе координат  $z^1, \dots, z^n$  задан набор функций  $\Gamma_{pq}^h(z)$ , который при замене координат  $z = z(z')$  преобразуется по формуле (22). Величины  $\Gamma_{pq}^h(z)$  называются *символами Кристоффеля*.

Для векторов и ковекторов определим операцию ковариантного дифференцирования (градиента) формулами

$$T_{;h}^i = \frac{\partial T^i}{\partial x^h} + \Gamma_{jh}^i T^j,$$

$$T_{i;h} = \frac{\partial T_i}{\partial x^h} - \Gamma_{ih}^j T_{j;}$$



а для общих тензоров — формулой (19). Оказывается, закон преобразования (22) для компонент  $\Gamma_{ij}^h$  определяется из того требования, что градиент тензора есть снова тензор (хотя сами  $\Gamma_{ij}^h$  не образуют тензора). Это будет доказано в следующем пункте.

**Замечание 1.** Операцию ковариантного дифференцирования (градиента) часто называют *дифференциально-геометрической связностью*.

**Замечание 2.** Связность называется евклидовой, если существуют такие координаты  $x^1, \dots, x^n$ , что  $\Gamma_{ij}^h = 0$  (или

$$T_{(j);k}^{(i)} = \frac{\partial T_{(j)}^{(i)}}{\partial x^k}$$

в этих координатах). Такие координаты также называются евклидовыми.

**Замечание 3.** Операцию ковариантного дифференцирования часто обозначают символом  $\nabla$ :

$$\nabla_h T_{(j)}^{(i)} = T_{(j);k}^{(i)}.$$

**2. Ковариантное дифференцирование тензоров произвольного ранга.** Итак, мы определили ковариантное дифференцирование векторных (ковекторных) полей как операцию, которая в каждой системе координат  $x^1, \dots, x^n$  записывается формулой

$$T^i_{;j} = \frac{\partial T^i}{\partial x^j} + \Gamma^i_{kj} T^k \quad (\text{векторы}), \quad (23)$$

$$T_{i;j} = \frac{\partial T_i}{\partial x^j} - \Gamma^h_{ij} T_h \quad (\text{ковекторы}). \quad (24)$$

Здесь  $\Gamma^i_{kj}$  — некоторые функции в данной системе координат, при замене координат преобразующиеся по закону (22) (символы Кристоффеля).

Наоборот, пусть в каждой системе координат  $(x^1, \dots, x^n)$  заданы величины  $\Gamma^i_{kj}(x)$ . Зададим ковариантную производную векторных и ковекторных полей формулами (23), (24). Покажем, что закон преобразования (22) для величин  $\Gamma^i_{kj}$  при заменах координат  $x^i = x^i(x^{1'}, \dots, x^{n'})$  определяется, исходя из следующего требования: *результат операции ковариантного дифференцирования есть тензор*. Имеет место

**Теорема 5.** При замене координат  $x^i = x^i(x^{1'}, \dots, x^{n'})$  величины  $\Gamma^i_{kj}$  преобразуются по формуле

$$\Gamma^{i'}_{k'j'} = \Gamma^i_{kj} \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial x^k}{\partial x^{k'}} \frac{\partial x^j}{\partial x^{j'}} + \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial^2 x^i}{\partial x^{k'} \partial x^{j'}}. \quad (25)$$

Доказательство. Так как выражение

$$\frac{\partial T^i}{\partial x^j} + \Gamma_{kj}^i T^k = T^i_{;j}$$

является тензором, то имеем (используя равенство  $T^i = T^{i'} \frac{\partial x^i}{\partial x^{i'}}$ )

$$\begin{aligned} T^i_{;j'} &= \frac{\partial T^{i'}}{\partial x^{j'}} + \Gamma_{k'j'}^i T^{k'} = \\ &= \left( \frac{\partial T^i}{\partial x^j} + \Gamma_{kj}^i T^k \right) \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial x^j}{\partial x^{j'}} = \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial T^i}{\partial x^{j'}} + \Gamma_{kj}^i T^k \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial x^j}{\partial x^{j'}} = \\ &= \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial x^{j'}} \left( T^k \frac{\partial x^i}{\partial x^{k'}} \right) + \Gamma_{kj}^i T^k \frac{\partial x^k}{\partial x^{k'}} \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial x^j}{\partial x^{j'}} = \\ &= \underbrace{\frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial x^i}{\partial x^{k'}}}_{\delta_{k'}^{i'}} \frac{\partial T^{k'}}{\partial x^{j'}} + T^{k'} \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial^2 x^i}{\partial x^{k'} \partial x^{j'}} + \Gamma_{kj}^i T^{k'} \frac{\partial x^k}{\partial x^{k'}} \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial x^j}{\partial x^{j'}} = \\ &= \frac{\partial T^{i'}}{\partial x^{j'}} + \left( \Gamma_{kj}^i \frac{\partial x^k}{\partial x^{k'}} \frac{\partial x^j}{\partial x^{j'}} \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} + \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial^2 x^i}{\partial x^k \partial x^{j'}} \right) T^{k'} \end{aligned}$$

откуда и вытекает требуемое утверждение.

Следствие 1. Символ  $\Gamma_{kj}^i$  преобразуется как тензор только при линейных или аффинных преобразованиях координат  $x^i = x^i(x^1, \dots, x^n)$ , где  $\frac{\partial^2 x^i}{\partial x^{k'} \partial x^{j'}} \equiv 0$  для всех  $i, k', j'$ .

Следствие 2. Альтернированное выражение

$$T^i_{kj} = \Gamma_{kj}^i - \Gamma_{jk}^i = \Gamma^i_{[kj]} \quad (26)$$

образует тензор (тензор кручения).

Доказательство. Из формулы (25) видно, что при перестановке индексов  $k'$  и  $j'$  слагаемое  $\frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial^2 x^i}{\partial x^{k'} \partial x^{j'}}$  не изменится.

Поэтому закон преобразования для  $T^i_{k'j'}$  вообще не будет содержать этого слагаемого, т. е. будет тензорным. Базируясь на результате следствия 2, введем

Определение 2. Связность  $\Gamma_{kj}^i$  называется симметричной, если тензор кручения  $T^i_{kj} = \Gamma^i_{[kj]}$  тождественно равен нулю, или  $\Gamma_{kj}^i = \Gamma_{jk}^i$ .

Пример. Если существуют евклидовы координаты  $x^1, \dots, x^n$ , где  $\Gamma_{kj}^i \equiv 0$ , то тензор кручения равен нулю и, следовательно, евклидова связность симметрична. В других координатах  $x^{i'}, \dots$

...,  $x^{n'}$ , где  $x^i = x^i(x')$ , символы  $\Gamma_{k'j'}^{i'}$  имеют вид

$$\Gamma_{k'j'}^{i'} = \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^i} \frac{\partial^2 x^i}{\partial x^{k'} \partial x^{j'}}.$$

Это выражение симметрично по  $k'$ ,  $j'$ .

Перейдем теперь к тензорам произвольного ранга. Ковариантное дифференцирование тензоров любого ранга однозначно определяется следующими требованиями:

- а) ковариантное дифференцирование — линейная операция;
- б) ковариантная производная тензора нулевого ранга (функции) есть обычная производная

$$\nabla_k f = \frac{\partial f}{\partial x^k}; \quad (27)$$

в) ковариантная производная векторного (ковекторного) поля задается формулами (23), (24);

г) ковариантная производная произведения тензоров вычисляется по формуле дифференцирования произведения:

$$\nabla_k T_{(p)(q)}^{(i)(j)} = (\nabla_k R_{(p)}^{(i)}) S_{(q)}^{(j)} + R_{(p)}^{(i)} (\nabla_k S_{(q)}^{(j)}), \quad (28)$$

где  $T_{(p)(q)}^{(i)(j)} = R_{(p)}^{(i)} S_{(q)}^{(j)}$  — произведение тензоров.

В качестве основного примера мы рассмотрим тензоры 2-го ранга  $T^{ij}$ ,  $T_j^i$ ,  $T_{ij}$ . Имеет место

Теорема 6. При выполнении перечисленных условий ковариантная производная тензоров 2-го ранга задается формулами

$$\nabla_k T^{ij} = \frac{\partial T^{ij}}{\partial x^k} + \Gamma_{lk}^i T^{lj} + \Gamma_{lk}^j T^{il} \quad (29)$$

$$\nabla_k T_j^i = \frac{\partial T_j^i}{\partial x^k} + \Gamma_{lk}^i T_j^l - \Gamma_{jk}^l T_{li} \quad (30)$$

$$\nabla_k T_{ij} = \frac{\partial T_{ij}}{\partial x^k} - \Gamma_{lk}^l T_{ij} - \Gamma_{jk}^l T_{li} \quad (31)$$

Для тензора  $T_{(j)}^{(i)}$ ,  $(i) = i_1 \dots i_p$ ,  $(j) = j_1 \dots j_q$ , типа  $(p, q)$  ковариантная производная вычисляется по формуле

$$\begin{aligned} \nabla_k T_{(j)}^{(i)} = \frac{\partial T_{(j)}^{(i)}}{\partial x^k} - T_{j_2 \dots j_q}^{(i)} \Gamma_{j_1 k}^{j_1} - \dots - T_{j_1 \dots j}^{(i)} \Gamma_{j_q k}^{j_q} + \\ + T_{(j)}^{i_2 \dots i_p} \Gamma_{ik}^{i_1} + \dots + T_{(j)}^{i_1 \dots i} \Gamma_{ik}^{i_p}. \quad (32) \end{aligned}$$

Доказательство. Проведем его для тензоров  $T_{ij}$  типа  $(0, 2)$ , для остальных типов оно полностью аналогично.

Пусть  $e_1, \dots, e_n$  — базисные векторные поля;  $e^1, \dots, e^n$  — дуальный базис ковекторных полей:  $\langle e^i, e_j \rangle = \delta_j^i$ . Компоненты этих

тензоров имеют вид

$$(e_i)^j = \delta_i^j = (e^j)_i.$$

Поэтому из формул (23), (24) получаем

$$\nabla_k e_i = \Gamma_{ik}^j e_j \quad (33)$$

$$\nabla_k e^i = -\Gamma_{jk}^i e^j \quad (34)$$

(эти формулы можно взять за определение величин  $\Gamma_{jk}^i$ ).

Любой тензор  $T$  с компонентами  $T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p}$  имеет вид

$$T = T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p} e_{i_1} \otimes \dots \otimes e_{i_p} \otimes e^{j_1} \otimes \dots \otimes e^{j_q}.$$

В частности, тензор типа  $(0, 2)$  имеет вид  $T = T_{ij} e^i \otimes e^j$ . Используя свойства операции  $\nabla_k$ , тогда имеем

$$\begin{aligned} \nabla_k(T) &= \nabla_k(T_{ij}) e^i \otimes e^j + T_{ij} \nabla_k e^i \otimes e^j + T_{ij} e^i \otimes \nabla_k e^j = \\ &= \frac{\partial T_{ij}}{\partial x^k} e^i \otimes e^j - T_{ij} \Gamma_{ik}^l e^l \otimes e^j - T_{ij} e^i \otimes \Gamma_{lk}^j e^l = \\ &= \left( \frac{\partial T_{ij}}{\partial x^k} - \Gamma_{ik}^l T_{lj} - \Gamma_{jk}^l T_{il} \right) e^i \otimes e^j. \end{aligned}$$

Следовательно, компоненты тензора  $\nabla_k T$  имеют вид

$$\frac{\partial T_{ij}}{\partial x^k} - \Gamma_{ik}^l T_{lj} - \Gamma_{jk}^l T_{il}$$

а это и есть  $T_{ik}$  по определению. Теорема доказана.

**З а м е ч а н и е.** Если  $T^i$  — векторное поле,  $T_j$  — ковекторное поле, то определено скалярное поле  $T^i T_i$  (след произведения тензоров). Согласно требованиям а) — г) имеет место формула

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x^k} (T^i T_i) &= (\nabla_k T^i) T_i + T^i (\nabla_k T_i) = \\ &= \left( \frac{\partial T^i}{\partial x^k} + \Gamma_{jk}^i T^j \right) T_i + \left( \frac{\partial T_i}{\partial x^k} - \Gamma_{ik}^j T_j \right) T^i = \\ &= \frac{\partial}{\partial x^k} (T^i T_i) + \underbrace{\Gamma_{jk}^i T^j T_i - \Gamma_{ik}^j T_j T^i}_0. \end{aligned}$$

Из этой формулы мы видим, что компоненты  $\Gamma_{jk}^i$  ковариантного дифференцирования ковекторных полей должны быть противоположны по знаку (и совпадать по модулю) с компонентами для дифференцирования векторных полей, чтобы для скаляра  $T^i T_i$  была верна формула

$$\frac{\partial}{\partial x^k} (T^i T_i) = (\nabla_k T^i) T_i + T^i (\nabla_k T_i).$$

**Задача.** Пусть  $\xi = \dot{\gamma}$  — вектор скорости кривой  $\gamma = \gamma(t)$ . Определим ковариантную производную векторного поля  $\eta$  вдоль кривой  $\gamma$ , полагая  $\nabla_{\dot{\gamma}} \eta = \xi^i \nabla_i \eta$ . Показать, что поле  $\nabla_{\dot{\gamma}} \eta$  зависит только от значений поля  $\eta$  на кривой  $\gamma$ .

## § 29. Ковариантное дифференцирование и метрика

**1. Параллельный перенос векторных полей.** Если  $\xi = (\xi^h)$  — любой вектор в точке  $P$ , то определена для любого тензора  $T_{(j)}^{(i)}$  типа  $(p, q)$  производная по направлению

$$\nabla_{\xi} T_{(j)}^{(i)} = \xi^h \nabla_h T_{(j)}^{(i)}. \quad (1)$$

Это — тензор того же типа  $(p, q)$  в точке  $P$ . Для скаляров (тензоров нулевого ранга) операция  $\nabla_{\xi} f$  имеет вид

$$\nabla_{\xi} f = \xi^h \frac{\partial f}{\partial x^h} \equiv \partial_{\xi} f, \quad (2)$$

т. е. совпадает с производной функции  $f$  по направлению  $\xi$  (в данной точке). Напомним (см. § 23), что если мы двигаемся вдоль некоторой кривой в пространстве

$$x^i = x^i(t), \quad i = 1, \dots, n,$$

и если производная функции  $f$  по направлению вектора скорости этой кривой равна нулю, то функция не меняется вдоль кривой:

если  $\xi^h \frac{\partial f}{\partial x^h} = \frac{d}{dt} f(x^1(t), \dots, x^n(t)) \equiv 0$ , где  $\xi^h = \frac{dx^h}{dt}$  — вектор скорости, то

$$f(x^1(t), \dots, x^n(t)) = \text{const.}$$

Верно ли подобное для векторных и тензорных полей? Этот вопрос не имеет пока смысла, потому что вектор (или тензор) имеет разные компоненты в разных системах координат; поэтому мы не можем сравнивать два вектора или тензора, заданных в разных точках пространства. По крайней мере такое сравнение требует дополнительной геометрической структуры в пространстве; этой дополнительной структурой и является ковариантное дифференцирование (связность).

Пусть в пространстве заданы координаты  $(x^1, \dots, x^n)$ , ковариантное дифференцирование  $\Gamma_{kj}^i$  и произвольная кривая  $x^i(t)$ ,  $a \leq t \leq b$ .

**Определение 1.** Мы будем говорить, что векторное (тензорное) поле  $T$  является *ковариантно постоянным* или *параллельным* вдоль кривой  $x^i = x^i(t)$  на отрезке  $a \leq t \leq b$ , если ковариантная производная поля  $T$  в точках кривой по направлению