

из (4,8,8). Следовательно, в геодезических координатах выражение для ковариантной производной тензора кривизны примет вид

$$R_{ij,k \cdot l}^{\alpha} = \frac{\partial^2 \Gamma_{jk}^{\alpha}}{\partial x^i \partial x^l} - \frac{\partial^2 \Gamma_{ik}^{\alpha}}{\partial x^j \partial x^l}. \quad (4,8,9)$$

В этом соотношении выполним круговую подстановку значков  $i, j, l$ , т. е. двух первых индексов ковариантности и индекса ковариантного дифференцирования. Полученные таким образом величины  $R_{il,k \cdot li}^{\alpha}, R_{il,k \cdot ll}^{\alpha}$  сложим с (4,8,9):

$$R_{ij,k \cdot li}^{\alpha} + R_{il,k \cdot ji}^{\alpha} + R_{il,k \cdot jj}^{\alpha} = 0. \quad (4.8,10)$$

Равенство (4,8,10) найдено в геодезических координатах. Однако, будучи тензорным, оно выполняется во всех системах координат и является поэтому вполне общим. Это соотношение и носит название **т о ж д е с т в а Б и а н к и — П а д о в а**.

Легко видеть, что соотношение (4,8,10) сохраняет свою форму и для ковариантных компонент тензора кривизны, в чем можно убедиться, опуская индекс согласно (4,8,6).

Подробное исследование тензора Римана — Кристоффеля и выяснение его геометрического значения не входит в нашу задачу; ограничимся перечислением лишь необходимых формальных его свойств. В заключение только заметим, что тензор кривизны позволяет формулировать общий признак вырождения римановой геометрии в евклидову.

Как было указано ранее, квадратическая форма (4,4,1) отвечает геометрии Эвклида в том и только в том случае, если существует система координат, в которой все компоненты метрического тензора приводятся к постоянным.

Допустим, что это условие выполнено. Переходя к указанной системе координат, мы получим  $\frac{\partial g_{ij}}{\partial x^k} = 0$  и  $\Gamma_{ii}^k = 0$  во всех точках пространства. Следовательно, согласно (4,8,2),  $R_{ij,k \cdot l}^{\alpha} = 0$ . Поскольку это равенство является тензорным, оно выполняется при переходе от нашей специальной (декартовой) системы координат к общей. Это значит, что в любых координатах уравнение  $R_{ij,k \cdot l}^{\alpha} = 0$  представляет собой **необходимый** признак превращения геометрии Римана в геометрию Эвклида.

Доказательство достаточности признака значительно сложнее, и потому мы его здесь не приводим.

Итак, равенство  $R_{ij,k \cdot l}^{\alpha} = 0$  служит **необходимым и достаточным признаком вырождения римановой геометрии в евклидову**.

**9. Тензор Риччи.** Переходим к рассмотрению тензора второго порядка, имеющего важное значение в ОТО.

В компонентах тензора Римана — Кристоффеля

$$R_{kl,i}^{\alpha} = \frac{\partial \Gamma_{jk}^{\alpha}}{\partial x^i} - \frac{\partial \Gamma_{ij}^{\alpha}}{\partial x^k} + \Gamma_{jk}^{\beta} \Gamma_{i\beta}^{\alpha} - \Gamma_{ij}^{\beta} \Gamma_{k\beta}^{\alpha}$$

положим  $k = \alpha$  и выполним свертывание.

Полученный таким образом ковариантный тензор второго порядка

$$R_{\alpha i,i}^{\alpha} = R_{ii} = \frac{\partial \Gamma_{j\alpha}^{\alpha}}{\partial x^i} - \frac{\partial \Gamma_{i\alpha}^{\alpha}}{\partial x^j} + \Gamma_{j\alpha}^{\beta} \Gamma_{i\beta}^{\alpha} - \Gamma_{i\beta}^{\beta} \Gamma_{j\alpha}^{\alpha}, \quad (4.9,1)$$

который составлен из компонент метрического тензора и их производных первых двух порядков, называется тензором Риччи.

Приведем выражение (4.9,1) к виду, во многих приложениях более удобному. Составим сумму  $\Gamma_{\alpha i}^{\alpha}$ . Согласно определению символов Кристоффеля, имеем

$$\Gamma_{\alpha i}^{\alpha} = \frac{1}{2} g^{\alpha\beta} \left( \frac{\partial g_{\alpha\beta}}{\partial x^i} + \frac{\partial g_{i\beta}}{\partial x^{\alpha}} - \frac{\partial g_{i\alpha}}{\partial x^{\beta}} \right) = \frac{1}{2} g^{\alpha\beta} \frac{\partial g_{\alpha\beta}}{\partial x^i}.$$

Образуем далее производную по координате от определителя  $g = |g_{ij}|$ , элементами которого служат ковариантные компоненты метрического тензора. Выполнив дифференцирование, получим

$$\frac{\partial g}{\partial x^i} = \frac{\partial g}{\partial g_{\alpha\beta}} \frac{\partial g_{\alpha\beta}}{\partial x^i} = g g^{\alpha\beta} \frac{\partial g_{\alpha\beta}}{\partial x^i}.$$

Следовательно,

$$\Gamma_{\alpha i}^{\alpha} = \frac{1}{2g} \frac{\partial g}{\partial x^i} = \frac{\partial \ln \sqrt{g}}{\partial x^i}. \quad (4.9,2)$$

Вместо (4.9,1) можно написать

$$R_{ii} = \frac{\partial^2 \ln \sqrt{g}}{\partial x^i \partial x^j} - \Gamma_{ij}^{\alpha} \frac{\partial \ln \sqrt{g}}{\partial x^{\alpha}} + \Gamma_{i\beta}^{\alpha} \Gamma_{j\alpha}^{\beta} - \frac{\partial \Gamma_{ij}^{\alpha}}{\partial x^{\alpha}}. \quad (4.9,3)$$

Формулы (4.9,1) и (4.9,3) определяют ковариантные компоненты тензора Риччи. Однако этот тензор можно также задать смешанными или контравариантными компонентами, вычисляя их путем соответствующего поднятия индексов. Смешанные компоненты находятся по формулам  $R_i^i = g^{\alpha i} R_{\alpha i}$ , а контравариантные — с помощью соотношений  $R^{ij} = g^{\alpha i} R_{\alpha j} = g^{\alpha i} g^{\beta j} R_{\alpha\beta}$ . Скаляр рассматриваемого тензора вычисляется полным свертыванием  $R = R_{\alpha}^{\alpha} = g^{\alpha\beta} R_{\alpha\beta} = g_{\alpha\beta} R^{\alpha\beta}$ .

Отметим некоторые особенности тензора Риччи.

Учитывая свойства симметрии и антисимметрии тензора Римана — Кристоффеля, выполним преобразование

$$R_{ij} = g^{\alpha\beta} R_{\alpha i,j\beta} = g^{\alpha\beta} R_{j\beta,\alpha i} = g^{\alpha\beta} R_{\beta i,i\alpha} = R_{ji},$$

убедившись в том, что тензор Риччи симметричен относительно индексов ковариантности.

В частности, отсюда непосредственно следует, что число существенных компонент тензора Риччи равно  $\frac{1}{2}n(n+1)$ . При  $n=2$  он имеет только три существенные компоненты, а при  $n=4$  их число достигает десяти.

Составим ковариантную дивергенцию тензора Риччи.

Напишем тождество Бианки — Падова для ковариантных компонент тензора кривизны:

$$R_{\alpha\beta,\gamma\delta/\iota} + R_{\beta\iota,\gamma\delta/\alpha} + R_{\iota\alpha,\gamma\delta/\beta} = 0.$$

Умножив это равенство на произведение  $g^{\alpha\delta}g^{\beta\gamma}$ , выполним свертывание по всем повторяющимся индексам. Принимая во внимание соотношения

$$g^{\alpha\delta}g^{\beta\gamma}R_{\alpha\beta,\gamma\delta} = g^{\beta\gamma}R_{\beta\gamma} = R;$$

$$g^{\alpha\delta}g^{\beta\gamma}R_{\beta\iota,\gamma\delta} = -g^{\alpha\delta}g^{\beta\gamma}R_{\beta\iota,\delta\gamma} = -R_i^\alpha;$$

$$g^{\alpha\delta}g^{\beta\gamma}R_{\iota\alpha,\gamma\delta} = -g^{\alpha\delta}g^{\beta\gamma}R_{\alpha\iota,\delta\gamma} = -R_i^\beta,$$

получим  $R_{\iota\iota} - R_{i/\alpha}^\alpha - R_{i/\beta}^\beta = 0$ , т. е.

$$R_{i/\alpha}^\alpha = \frac{1}{2}R_{\iota\iota}. \quad (4.9.4)$$

Это важное уравнение показывает, что ковариантная расходимость тензора Риччи равна половине градиента инварианта этого тензора.

В заключение образуем тензор  $E_{ij} = R_{ij} - \frac{1}{2}g_{ij}R$ , который непосредственно применяется в общей теории относительности и играет в ней очень важную роль. Этот тензор, введенный Эйнштейном при составлении уравнений поля, уместно назвать тензором Эйнштейна. Его компоненты, как и составляющие тензора Римана — Кристоффеля, выражены через компоненты метрического тензора и их производные по координатам первого и второго порядков.

С помощью смешанных компонент тензора Эйнштейна  $E_i^j = R_i^j - \frac{1}{2}\delta_i^jR$  составим его ковариантную расходимость. Пользуясь уравнением (4.9.4), найдем

$$E_{i/\alpha}^\alpha = R_{i/\alpha}^\alpha - \frac{1}{2}\delta_i^\alpha R_{/\alpha} = 0. \quad (4.9.5)$$

Тензор Эйнштейна имеет исчезающую ковариантную расходимость.