

Таким образом, 12 величин $a_{\alpha\beta}$, $b_{\alpha\beta}$ связаны друг с другом одним соотношением (5) и тремя соотношениями (6), так что остается восемь произвольных функций трех пространственных координат. Из них три связаны с возможностью произвольных преобразований трех пространственных координат и одна — с произволом в выборе исходной гиперповерхности при построении синхронной системы отсчета. Остается, как и следовало (см. конец § 95), четыре «физически различные» произвольные функции.

2. Вычислить компоненты тензора кривизны R_{iklm} в синхронной системе отсчета.

Решение. При помощи символа Кристоффеля (97,9) получим по формуле (92,1):

$$R_{\alpha\beta\gamma\delta} = -P_{\alpha\beta\gamma\delta} + \frac{1}{4}(\kappa_{\alpha\delta}\kappa_{\beta\gamma} - \kappa_{\alpha\gamma}\kappa_{\beta\delta}),$$

$$R_{0\alpha\beta\gamma} = \frac{1}{2}(\kappa_{\alpha\gamma;\beta} - \kappa_{\alpha\beta;\gamma}),$$

$$R_{0\alpha\beta} = \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial t} \kappa_{\alpha\beta} - \frac{1}{4} \kappa_{\alpha\gamma}\kappa_{\beta}^{\gamma},$$

где $P_{\alpha\beta\gamma\delta}$ — трехмерный тензор кривизны, соответствующий трехмерной пространственной метрике $\gamma_{\alpha\beta}$.

3. Найти общий вид бесконечно малого преобразования, не нарушающего синхронности системы отсчета.

Решение. Преобразование имеет вид

$$t \rightarrow t + \varphi(x^1, x^2, x^3), \quad x^a \rightarrow x^a + \xi^a(x^1, x^2, x^3, t),$$

где φ , ξ^a — малые величины. Соблюдение условия $g_{00} = 1$ обеспечивается независимостью φ от t , а для соблюдения условия $g_{0a} = 0$ должны выполняться уравнения

$$\gamma_{\alpha\beta} \frac{\partial \xi^b}{\partial t} = \frac{\partial \varphi}{\partial x^a},$$

откуда

$$\xi^a = \frac{\partial \varphi}{\partial x^b} \int \gamma^{ab} dt + f^a(x^1, x^2, x^3), \quad (1)$$

где f^a — снова малые величины (образующие трехмерный вектор f). При этом пространственный метрический тензор $\gamma_{\alpha\beta}$ заменяется согласно

$$\gamma_{\alpha\beta} \rightarrow \gamma_{\alpha\beta} - \xi_{\alpha;\beta} - \xi_{\beta;\alpha} - \varphi \kappa_{\alpha\beta} \quad (2)$$

(в чём легко убедиться с помощью формулы (94,3)).

Преобразование содержит, как и следовало, четыре произвольные (малые) функции пространственных координат φ , f^a .

§ 98. Тетрадное представление уравнений Эйнштейна

Определение компонент тензора Риччи (и тем самым составление уравнений Эйнштейна) для метрики того или иного специального вида связано, вообще говоря, с довольно громоздкими вычислениями. Поэтому приобретают значение различные формулы, позволяющие в некоторых случаях упростить эти вычисления и представить результат в более обозримом виде. К числу

таких формул относится выражение тензора кривизны в так называемом *тетрадном* виде.

Введем совокупность четырех линейно-независимых *реперных* 4-векторов $e_{(a)}^i$ (нумеруемых индексом a), подчиненных лишь требованию

$$e_{(a)}^i e_{(b)i} = \eta_{ab}, \quad (98,1)$$

где η_{ab} — заданная постоянная симметричная матрица с сигнатурой +---; матрицу, обратную матрице η_{ab} , обозначим посредством η^{ab} ($\eta^{ac} \eta_{cb} = \delta_b^a$)¹). Наряду с четверкой (*тетрадой*) векторов $e_{(a)}^i$, введем также четверку *взаимных* с ними векторов $e^{(a)i}$ (нумеруемых верхними реперными индексами), определенных условиями

$$e_i^{(a)} e_{(b)}^i = \delta_b^a, \quad (98,2)$$

т. е. каждый из векторов $e_i^{(a)}$ ортогонален трем векторам $e_{(b)}^i$ с $b \neq a$. Умножив равенство (98,2) на $e_{(a)}^k$, получим $(e_{(a)}^k e_i^{(a)}) e_{(b)}^i = e_{(b)}^k$, откуда видно, что наряду с (98,2) автоматически выполняются также и равенства

$$e_i^{(a)} e_{(a)}^k = \delta_i^k. \quad (98,3)$$

Умножив равенство $e_{(a)}^i e_{(c)i} = \eta_{ac}$ с обеих сторон на η^{bc} , получим:

$$e_{(a)}^i (\eta^{bc} e_{(c)i}) = \delta_a^b;$$

сравнив с (98,2), находим, что

$$e_i^{(b)} = \eta^{bc} e_{(c)i}, \quad e_{(b)i} = \eta_{bc} e_i^{(c)}. \quad (98,4)$$

Таким образом, поднимание и опускание реперных индексов осуществляется матрицами η^{bc} и η_{bc} .

Значение введенных таким образом реперных векторов состоит в том, что через них может быть выражен метрический тензор. Действительно, согласно определению связи между ко- и контравариантными компонентами 4-вектора имеем $e_i^{(a)} = g_{ik} e^{(a)k}$; умножив это равенство на $e_{(a)k}$ и использовав (98,3),

¹) В этом параграфе первыми буквами латинского алфавита a, b, c, \dots будут обозначаться индексы, нумерующие реперные векторы; 4-тензорные индексы обозначаются по-прежнему буквами i, k, l, \dots В литературе реперные индексы принято обозначать буквами (или цифрами) в скобках. Во избежание чрезмерного утяжеления записи формул мы будем, однако, писать скобки лишь там, где реперные индексы фигурируют вместе (или направне) с 4-тензорными, и будем опускать их в обозначении величин, которые по своему определению имеют лишь реперные индексы (например, η_{ab} и ниже γ_{abc} , λ_{abc}). По дважды повторяющимся реперным (как и тензорным) индексам везде подразумевается суммирование.

в (98,4), найдем:

$$g_{ik} = e_{(a)i} e^{(a)}_k = \eta_{ab} e^{(a)}_i e^{(b)}_k. \quad (98,5)$$

Квадрат элемента интервала с метрическим тензором (98,5) принимает вид

$$ds^2 = \eta_{ab} (e^{(a)}_i dx^i) (e^{(b)}_k dx^k). \quad (98,6)$$

Что касается произвольно задаваемой матрицы η_{ab} , то наиболее естественный ее выбор — в «галилеевой» форме (т. е. диагональная матрица с элементами 1, -1, -1, -1); при этом реперные векторы, согласно (98,1), взаимно ортогональны, причем один из них времениподобен, а три других — пространственноподобны¹). Подчеркнем, однако, что такой выбор отнюдь не обязателен и возможны ситуации, когда по тем или иным причинам (например, по свойствам симметрии метрики) целесообразен выбор неортогональной тетрады²).

Тетрадные компоненты 4-вектора A^i (и аналогично для 4-тензоров любого ранга) определяются как его «проекции» на реперные 4-векторы:

$$A_{(a)} = e_{(a)i} A^i, \quad A^{(a)} = e^{(a)}_i A^i = \eta^{ab} A_{(b)}. \quad (98,7)$$

Обратно:

$$A_i = e^{(a)}_i A_{(a)}, \quad A^i = e_{(a)}^i A^{(a)}. \quad (98,8)$$

Таким же образом определим операцию дифференцирования «вдоль направления a »:

$$\Phi_{(a)} = e_{(a)i} \frac{\partial \Phi}{\partial x^i}.$$

Введем нужные для дальнейшего величины³)

$$\gamma_{abc} = e_{(a)i} e^{(b)}_i e^{(c)}_k. \quad (98,9)$$

их линейные комбинации

$$\begin{aligned} \lambda_{abs} &= \gamma_{abc} - \gamma_{acb} = \\ &= (e_{(a)i} e^{(b)}_i e^{(c)}_k) - (e_{(a)k} e^{(b)}_i e^{(c)}_i) = (e_{(a)i} e^{(b)}_i e^{(c)}_k) - (e_{(a)k} e^{(b)}_i e^{(c)}_i). \end{aligned} \quad (98,10)$$

¹⁾ Выбрав линейные формы $dx^{(a)} = e^{(a)}_i dx^i$ в качестве отрезков координатных осей в данном элементе 4-пространства (и взяв «галилеевы» η_{ab}), мы тем самым приведем метрику в этом элементе к галилееву виду. Подчеркнем лишний раз, что формы $dx^{(a)}$ не являются, вообще говоря, полными дифференциалами каких-либо функций координат.

²⁾ Целесообразный выбор тетрады может диктоваться уже предварительным приведением ds^2 к виду (98,6). Так, выражению ds^2 в виде (88,13) отвечают реперные векторы

$$e_i^{(0)} = (\sqrt{h}, -\sqrt{h} g), \quad e_i^{(a)} = (0, e^{(a)}),$$

причем выбор $e^{(a)}$ зависит от пространственной формы dL^2 .

³⁾ Величины γ_{abc} называют коэффициентами вращения Риччи.

Последнее равенство в (98,10) следует из (86,12); отметим, что величины λ_{abc} вычисляются простым дифференцированием реперных векторов.

Обратное выражение γ_{abc} через λ_{abc} :

$$\gamma_{abc} = \frac{1}{2} (\lambda_{abc} + \lambda_{bca} - \lambda_{cab}). \quad (98,11)$$

Эти величины обладают свойствами симметрии:

$$\begin{aligned} \gamma_{abc} &= -\gamma_{bac}, \\ \lambda_{abc} &= -\lambda_{acb}. \end{aligned} \quad (98,12)$$

Наша цель состоит в определении тетрадных компонент тензора кривизны. Для этого надо исходить из определения (91,6), примененного к ковариантным производным реперных векторов:

$$e_{(a)i;k;l} - e_{(a)i;l;k} = e_{(a)}^m R_{mikl}$$

или

$$R_{(a)(b)(c)(d)} = (e_{(a)i;k;l} - e_{(a)i;l;k}) e_i^t e_j^k e_l^d.$$

Это выражение легко выразить через величины γ_{abc} . Пишем

$$e_{(a)i;k} = \gamma_{abc} e_i^{(b)} e_k^{(c)},$$

а после следующего ковариантного дифференцирования производные от реперных векторов снова выражаются таким же образом; при этом ковариантная производная от скалярной величины γ_{abc} совпадает с ее простой производной¹⁾). В результате получается:

$$R_{(a)(b)(c)(d)} = \gamma_{a,c,d} - \gamma_{abd,c} + \gamma_{abf} (\gamma_{cd}^f - \gamma_{dc}^f) + \gamma_{afc} \gamma_{bd}^f - \gamma_{afd} \gamma_{bc}^f, \quad (98,13)$$

где в соответствии с общим правилом $\gamma^a_{bc} = \eta^{ad} \gamma_{dbc}$ и т. п.

Упрощение этого тензора по паре индексов a , c дает искомые тетрадные компоненты тензора Риччи; приведем их выражеными

¹⁾ Приведем для справок преобразованные аналогичным образом выражения для ковариантных производных произвольных 4-векторов и 4-тензоров:

$$A_{i;k} e_i^t e_k^d = A_{(a),(b)} + A^{(d)} \gamma_{dab},$$

$$A_{ik;l} e_i^t e_k^d e_l^d = A_{(a),(b),(c)} + A^{(d)}_{(b)} \gamma_{dac} + A_{(a)}^{(d)} \gamma_{dbc},$$

и т. п.

уже через величины λ_{abc} :

$$\begin{aligned} R_{(a)(b)} = & -\frac{1}{2} \left(\lambda_{ab}{}^c{}_{,c} + \lambda_{ba}{}^c{}_{,c} + \lambda^c{}_{ca,b} + \lambda^c{}_{cb,a} + \right. \\ & \left. + \lambda^{cd}{}_b \lambda_{cda} + \lambda^{cd}{}_b \lambda_{dca} - \frac{1}{2} \lambda_b{}^{cd} \lambda_{acd} + \lambda^c{}_{cd} \lambda_{ab}{}^d + \lambda^c{}_{cd} \lambda_{ba}{}^d \right). \quad (98,14) \end{aligned}$$

Наконец, обратим внимание на то, что изложенные построения по существу никак не связаны с четырехмерностью метрики. Поэтому полученные результаты могут быть применены и к вычислению трехмерных тензоров Римана и Риччи по трехмерной метрике. При этом, естественно, вместо тетрады реперных 4-векторов мы будем иметь дело с триадой трехмерных векторов, а матрица η_{ab} должна иметь сигнатуру $+++$ (мы встретимся с таким применением в § 116).