

## СТРУКТУРА КРИВИЗНЫ ПРОСТРАНСТВА-ВРЕМЕНИ

В. Р. Кайгородов

## ВВЕДЕНИЕ

Содержание данной статьи составляет: (1) краткое изложение структуры строения связанных рекуррентными соотношениями операторов тензора кривизны и его ковариантных производных для  $n$ -мерных римановых пространств произвольной сигнатуры; (2) установление структуры их совершенных алгебр голономии; (3) рассмотрение полусимметрических и  $s$ -симметрических пространств, не сводимых к симметрическим; (4) сводка результатов по классификации полей тяготения в ОТО с рекуррентной структурой тензора Римана.

Все рассмотрения в основном ведутся в рамках римановых многообразий  $V_n$  класса  $C^r$ , где  $r=s+4$ ,  $s$  — порядок ковариантного дифференцирования тензора кривизны  $R_{ijkl}$  или тензора Риччи  $R_{ik}=g^{jl}R_{ijhl}$  исследуемого пространства с фундаментальным метрическим тензором  $g_{ih}$ . В тех случаях, когда  $r=\infty$  или  $V_n$  имеет структуру аналитического многообразия, оговариваемся особо. Всюду ниже ковариантная производная обозначается запятой, в остальном придерживаемся стандартных обозначений, принятых в теории римановых многообразий.

## § 1. ОПРЕДЕЛЕНИЯ И ОБЗОР ЛИТЕРАТУРЫ

Определение 1. Пространства  $V_n$  назовем строго рекуррентными  $s$ -го порядка и обозначим символом  $\mathcal{D}_n^s$ , если тензор кривизны пространств удовлетворяет условию:

$$R_{ijkl,m_1m_2\dots m_s} = \Omega_{m_1m_2\dots m_s} R_{ijkl} + \Omega_{m_2\dots m_s} R_{ijkl,m_1} + \\ + \Omega_{m_3\dots m_s} R_{ijkl,m_1m_2} + \dots + \Omega_{m_s} R_{ijkl,m_1m_2\dots m_{s-1}}, \quad (1.1)$$

где  $\Omega_{m_1m_2\dots m_s} \neq 0$ ,  $\Omega_{m_2\dots m_s}, \dots, \Omega_{m_s}$  — априори произвольные тензоры соответствующей валентности.

Определение 2. Предельный случай  $\mathcal{D}_n^s$ -пространств, когда тензоры рекуррентности  $\Omega_{m_2\dots m_s}, \Omega_{m_3\dots m_s}, \dots, \Omega_{m_s}$  тожд-

дественно равны нулю и соотношения (1.1) имеют вид:

$$R_{ijkl, m_1 m_2 \dots m_s} = \Omega_{m_1 m_2 \dots m_s} R_{ijkl}, \quad \Omega_{m_1 \dots m_s} \neq 0, \quad (1.2)$$

называем  $\mathcal{K}_n^s$ -пространствами или пространствами  $s$ -рекуррентной кривизны.

Тождества Бианки, продифференцированные ковариантно  $(s-1)$  раз, с использованием (1.1) приводят к соотношениям:

$$R_{ij|kl} \Omega_{m_1 m_2 \dots m_s} = 0. \quad (1.3)$$

Если ввести в рассмотрение  $n^{s-1}$  векторов вида:

$$t_{(a)}^m = \Omega_{m m_2 \dots m_s} h_{a_2}^{m_2} \dots h_{a_s}^{m_s}, \quad (1.4)$$

где  $\{h_a^m\}$  — векторы репера в точке общего положения пространства  $V_n$ ,  $(a)$  — собирательный индекс,  $a_2, \dots, a_s = \overline{1, n}$ , и символом  $\mathcal{L}$  обозначить линейную оболочку, натянутую на систему векторов  $\{t_{(a)}^m\}$ , то из (1.3) следует, что любой вектор  $t_{(a)}^m \in \mathcal{L}$  удовлетворяет условиям:

$$R_{ij|kl} t_{m_l} = 0. \quad (1.5)$$

Расширим класс рассматриваемых римановых многообразий, объединяя класс  $\mathcal{D}_n^s$ -пространств и класс пространств  $V_n$ , удовлетворяющих условию (1.1), когда  $\Omega_{m_1 m_2 \dots m_s} = 0$ , но оставляя в силе выполнение соотношений (1.5).

Определение 3. Пространства  $V_n$ , для которых выполнено (1.1), где  $\Omega_{m_1 m_2 \dots m_s} = 0$ , а тензоры рекуррентности  $\Omega_{m_2 \dots m_s}, \dots, \Omega_{m_s}$  — априори произвольные тензоры соответствующей валентности, и существует, по крайней мере, одно не нулевое векторное поле, удовлетворяющее условиям (1.5), назовем слабо рекуррентными пространствами  $s$ -го порядка.

Класс  $V_n$ , состоящий из строго рекуррентных и слабо рекуррентных пространств  $s$ -го порядка, обозначим символом  $\mathcal{D}_n^{*s}$ .

Частным случаем слабо рекуррентных пространств, когда все тензоры рекуррентности равны нулю и, следовательно, кроме (1.5), выполнено:

$$R_{ij|kl, m_1 m_2 \dots m_s} = 0, \quad (1.6)$$

являются  $s$ -симметрические пространства  $V_n$ , обладающие  $\mathcal{L}$ -оболочкой.

Класс пространств, состоящий из  $\mathcal{K}_n^s$ -пространств и  $s$ -симметрических  $V_n$  с оболочкой  $\mathcal{L}$ , обозначим, следуя Уолкеру, символом  $\mathcal{K}_n^{*s}$ .

С одной стороны, пространства  $\mathcal{K}_n^{*s}$  составляют предельный частный случай  $\mathcal{D}_n^{*s}$ -пространств и поэтому результаты, касаю-

щиеся пространства  $\mathcal{D}_n^s$  как общего класса, справедливы и для  $\mathcal{K}_n^s$ -пространств. С другой стороны, их особое предельное положение приводит к тому, что определенные выводы имеют место лишь для рассматриваемого класса  $\mathcal{K}_n^s$ -пространств, что будет каждый раз отмечаться особо.

Определение 4. Тензоры и скаляры вида:

$$H_{ijklm_1 m_2 \dots m_{2p-1} m_{2p}} = 2^p R_{ijkl, [m_1 m_2] [m_3 m_4] \dots [m_{2p-1} m_{2p}]},$$

$$K_{ikm_1 m_2 \dots m_{2p-1} m_{2p}} = g^{jl} H_{ijklm_1 m_2 \dots m_{2p-1} m_{2p}},$$

$$\Phi_p = H_{ijklm_1 \dots m_{2p}} H^{ijklm_1 \dots m_{2p}},$$

$$\Psi_p = K_{ikm_1 \dots m_{2p}} K^{ikm_1 \dots m_{2p}},$$

при условии, что  $2p$  может принимать значение  $0, 2, 4, \dots$ , называются, соответственно, тензорами и скалярами Бохнера I и II рода порядка  $p$ .

Римановы пространства подразделяются на классы в зависимости от тождественного обращения в нуль тензора Бохнера I рода порядка  $p$ .

Определение 5. Пространство  $V_n$  называется  $1/2p$ -симметрическим ( $p=1, 2, \dots$ ), если тензор Бохнера I рода порядка  $p$  на многообразии тождественно равен нулю.

В частности, когда  $p=1$  и, следовательно, выполнены условия:

$$R_{k[iq]jR^q_{l]m_1 m_2} + R_{l[jq]iR^q_{k]m_1 m_2} = 0, \quad (1.7)$$

римановы пространства называют полусимметрическими.

Переходя к обзору работ, посвященных исследованию пространств  $\mathcal{D}_n^s$ , сразу же отметим, что большинство авторов цитируемых ниже статей занималось рассмотрением при  $s=1$  и  $s=2$  пространств  $\mathcal{K}_n^s$ -предельного частного случая общего класса пространств  $\mathcal{D}_n^s$ . Известна лишь работа Кумера [43], где решаются вопросы установления инвариантно-тензорных признаков для строго рекуррентных пространств  $\mathcal{D}_n^2$  с положительно определенной метрикой.

Что же касается порядка рекуррентности  $s > 2$ , то имеется ряд статей Такено [85]—[89], рассматривавшего обладающие сферической симметрией четырехмерные пространства  $\mathcal{K}_4^s$  ( $s \geq 2$ ) сигнатуры Лоренца и  $H$ -пространства  $\mathcal{K}_4^s$ , фигурирующие в общей теории относительности под названием пространств Переса. Такено удалось записать определяющие уравнения рекуррентности для выделенных специальных типов лоренцевых пространств и показать существование пространств  $\mathcal{K}_4^s$  ( $s > 2$ ), не сводимых к рекуррентным многообразиям порядка  $s_1 < s$ .

В более поздней работе [90] Такено решил подобную задачу для класса лоренцевых пространств  $V_4$ , допускающих абелеву трехчленную группу изометрических движений с трехмерными времениподобными орбитами.

История исследования пространств  $\mathcal{H}_n^*$  начинается с рассмотрения и изучения класса симметрических римановых многообразий. Симметрические римановы пространства впервые отметил и исследовал П. А. Широков [20]. В последующие годы важность изучения такого класса пространств была подтверждена известными работами Э. Картана, показавшего, какую существенную роль играют симметрические пространства в теории полупростых групп Ли [17]. В работах [21], [22] П. А. Широковым были изучены и найдены симметрические конформно плоские  $V_n$  произвольной сигнатуры, а также симметрические пространства первого класса погружения.

Вопрос о симметрических пространствах Эйнштейна лоренцевой сигнатуры был решен А. З. Петровым [19]. В 1968 году были указаны все симметрические  $V_4$  сигнатуры  $\pm 2$  [28]. В последнее время эта задача была решена для римановых многообразий сигнатуры  $\pm(n-2)$  в общем случае [3]. Что касается симметрических  $V_n$  с сигнатурой, отличной от лоренцевой, то здесь можно указать на работы Уолкера [96], [97], где определены метрики четырехмерных симметрических гармонических пространств нулевой сигнатуры, и В. Н. Абдуллина [1], рассматривавшего вопрос о метриках симметрических  $V_4$  произвольной сигнатуры.

Интерес к пространствам рекуррентной кривизны возник в связи с задачей Адамара: нельзя ли развить теорию гравитатики и электростатики в духе законов Ньютона и Кулона в рамках римановых многообразий? Ее решение привело к рассмотрению гармонических римановых пространств, которые были разделены Уолкером на центрально-гармонические, вполне гармонические и простогармонические.

Простогармонические  $V_n$  при  $n=2$  и  $n=3$  являются плоскими пространствами. При  $n=4$  Рузе [73] указал метрики простогармонических пространств, отличных от плоского пространства и тензор кривизны которых удовлетворял рекуррентному соотношению:  $R_{ijkl,m} = \kappa_m R_{ijkl}$ ,  $\kappa_m \neq 0$ . Так был поставлен вопрос об изучении пространств рекуррентной кривизны, которые Рузе назвал «каппа-пространствами». Он же первый нашел все  $\mathcal{H}_3^4$ -пространства [74] и все простогармонические пространства  $\mathcal{H}_4^4$  [75].

К этим работам тесно примыкает работа Уолкера [96], где решалась задача установления вида тензора кривизны  $\mathcal{H}_n^1$ -пространств, допускающих систему из  $r$  ( $r \leq n-2$ ) ковариантно постоянных векторных полей. Уолкер разбил пространства  $\mathcal{H}_n^1$  в зависимости от числа ковариантно постоянных векторов

допускаемых пространством, на простые  $\mathcal{K}_n^1$  ( $r = n - 2$ ) и непростые  $\mathcal{K}_n^1$  ( $r < n - 2$ ). След за работой Уолкера Моджи [56] исследовал не простые  $\mathcal{K}_n^1$ -пространства, являющиеся пространствами Эйнштейна с нулевым тензором Риччи.

Переноса идею рекуррентности тензора кривизны многообразия  $V_n$  на более высокие порядки, А. Лихнерович ввел в литературу и стал рассматривать пространства  $\mathcal{K}_n^2$ , ограничиваясь положительным мероопределением. Он доказал [46], что каждое компактное с ненулевой скалярной кривизной  $\mathcal{K}_n^2$ -пространство ( $ds^2 > 0$ ) является  $\mathcal{K}_n^1$ -пространством. Позднее Ротер показал [69], что все  $\mathcal{K}_n^2$ -пространства с положительно определенной метрикой являются  $\mathcal{K}_n^1$ -пространствами, отказавшись от дополнительных условий компактности многообразия и не обращения в нуль скалярной кривизны. Он же положил начало исследованиям пространств  $\mathcal{K}_n^2$  с неопределенной метрической формой, перенося задачи Уолкера на случай  $s = 2$  [70]. Для пространств  $\mathcal{K}_n^2$  ( $R_{ijkl, pq} = a_{pq} R_{ijkl}$ ,  $a_{pq} \neq 0$ ) Ротер устанавливает, что, если один из скаляров  $\theta_1 = a_{pq} a^{pq}$  или  $\theta_2 = a_p^p$  не обращается в нуль, то тензор кривизны строго 2-рекуррентного пространства с ненулевой скалярной кривизной  $R$  может быть выражен только через  $R$  и тензор Риччи.

Чаудхури в статье [31] показывает, что если риманово пространство  $V_n$ , представляющее собой приводимое многообразие  $V_m \times V_{n-m}$  ( $m > 0$ ), является  $\mathcal{K}_n^2$ -пространством, то при  $m > 2$  имеем:  $V_n = \mathcal{K}_m^2 \times E_{n-m}$ , где  $E_{n-m}$  суть плоское пространство, а при  $m = 2$  —  $V_n = V_2 \times E_{n-2}$ , где  $V_2$  — любое класса  $C^r$  двумерное риманово пространство не постоянной кривизны,  $E_{n-2}$  — плоское пространство. Там же доказывается утверждение, что всякое конформно плоское  $\mathcal{K}_n^2$ -пространство имеет скалярную кривизну, равную нулю. В 1968 году Прованович [68] обобщает эти результаты на случай полуприводимых  $\mathcal{K}_n^2$ -пространств.

В работе [32] Чаудхури исследует  $\mathcal{K}_n^2$ -пространства, являющиеся в то же время конформно симметрическими:  $C_{ijkl, m} = 0$ ; где  $C_{ijkl}$  — тензор Вейля конформной кривизны, и доказывает, что они непременно являются конформно плоскими. В этой же статье рассмотрены свойства пространств  $\mathcal{K}_n^2$ , допускающих конкуррентные и конциркулярные векторные поля.

В последнее время наиболее важные результаты в исследовании структуры кривизны  $\mathcal{K}_n^2$ -пространств сигнатуры  $\pm(n-2)$  были получены Томпсоном [91]—[93]. В первой работе, опираясь на результат Чаудхури об обращении в нуль скалярной кривизны для каждого конформно плоского пространства  $\mathcal{K}_n^2$

и на тот факт, что след тензора рекуррентности равен нулю, он доказал теорему: всякое конформно плоское пространство  $\mathcal{K}_n^2$  ( $n \geq 3$ ) с неопределенной метрикой является однорекуррентным, а каждое конформно плоское  $\mathcal{K}_n^2$ -пространство с положительным мероопределением суть плоское пространство.

Этой работой было положено начало решению важной задачи в теории  $\mathcal{K}_n^s$ -пространств с неопределенной метрикой о нахождении классов исследуемых многообразий, для которых имела бы место теорема Лихнеровича—Ротера. Указанная проблема частично была решена Томпсоном для четырехмерных пространств 2-рекуррентной кривизны лоренцевой сигнатуры. Он доказал: если скалярная кривизна  $R$  пространства-времени  $\mathcal{K}_4^2$  отлична от нуля, то теорема Лихнеровича—Ротера справедлива. Такой же результат был получен Томпсоном и для  $n$ -мерных  $\mathcal{K}_n^2$ -пространств сигнатуры равной  $\pm(n-2)$ .

В случае, когда скалярная кривизна равна нулю, вопрос о пространствах  $\mathcal{K}_n^2$ , сводящихся к  $\mathcal{K}_n^1$ -пространствам, остался открытым. Для четырехмерных пространств-времен с нулевой скалярной кривизной Томпсону удалось лишь показать, что они относятся к классу пространств комплексно рекуррентной конформной кривизны:  $\Gamma_{ijkl, m} = \Phi_m \Gamma_{ijkl}$ , где  $\Gamma_{ijkl} = C_{ijkl} + iC_{ijkl}^*$ ,  $C_{ijkl}$  — тензор Вейля конформной кривизны,  $C_{ijkl}^*$  — однодуальный тензор Вейля,  $\Phi_m$  — некоторый комплексный вектор рекуррентности.

В 1972 году МакЛенаган и Лерой [51], а затем МакЛенаган и Томпсон [52] предприняли более подробное исследование пространств-времен с комплексно рекуррентной структурой тензора конформной кривизны. Было показано, что искомые пространства относятся к типам  $\mathcal{D}$  и  $\mathcal{N}$  диаграммы Петрова—Пенроуза, и была решена задача определения метрик исследуемых пространств в случае, когда вектор рекуррентности  $\Phi_m$  является вещественным. Тем самым, были получены обобщения плосковолновых решений уравнений поля Эйнштейна в ОТО, предложенных в свое время Пересом, Кундтом, Элерсом [6].

Перечисленный цикл работ затрагивает, на наш взгляд, одно из основных направлений в проблеме исследования пространств  $\mathcal{K}_n^1$  и  $\mathcal{K}_n^2$ , состоящее в установлении структуры строения тензора кривизны, нахождении инвариантно-тензорных характеристик и свойств рассматриваемых пространств, в решении вопроса: при выполнении каких условий  $\mathcal{K}_n^2$ -пространства являются пространствами рекуррентной кривизны более низкого порядка. К упомянутому циклу исследований необходимо отнести работы ряда других авторов (см., например, [5], [34]—[37], [45], [57], [58]). Однако мы не останавливаемся на хотя бы кратком описании их результатов по той причине

не, что в данных статьях, как правило, предлагаются методически улучшенные доказательства теорем и утверждений, полученные ранее в работах, выделенных нами в приводимом обзоре.

Второе направление, связанное с вопросами рекуррентности кривизны пространства и изучением более широкого класса пространств, чем симметрические многообразия, вылилось в рассмотрение конформно симметрических, конформно рекуррентных первого ( $C_{ijkl,m} = \omega_m C_{ijkl}$ ) и второго ( $C_{ijkl,mn} = \omega_{mn} C_{ijkl}$ ) порядков римановых многообразий  $C\mathcal{K}_n^s$ , проективно рекуррентных пространств  $W\mathcal{K}_n^1$  ( $W^i{}_{.jkl,m} = \omega_m W^i{}_{.jkl}$ ,  $W^i{}_{.jkl}$  — тензор проективной кривизны), рекуррентных пространств аффинной связности, рекуррентных пространств Финслера. К этому направлению относятся работы Моура [59], Мургеску [60], Гупта [40], Адати и Миязавы [24]—[26], Матсумото [49], [50], Проханович [67] и других [27], [29], [33], [44], [54]. В цитируемых работах устанавливаются условия того, чтобы  $C\mathcal{K}_n^s$ ,  $W\mathcal{K}_n^s$ -пространства ( $s=1, 2$ ) были либо пространствами рекуррентной кривизны либо Риччи-рекуррентными, разбираются вопросы метризуемости рекуррентных пространств аффинной связности, решаются задачи существования рекуррентных гиперповерхностей в пространствах рекуррентной кривизны. Ряд работ посвящен исследованию свойств искомым многообразий, допускающих торсовидные, конциркулярные, конкурентные или рекуррентные векторные поля [30]—[37], [39], [47], [42], [48], [49], [53], [55], [61]—[63], [65], [66], [71], [95].

Третье направление в теории многообразий рекуррентной кривизны составляет цикл работ, связанный с инвариантно групповым исследованием пространств  $\mathcal{K}_n^s$ ,  $C\mathcal{K}_n^s$ ,  $W\mathcal{K}_n^s$  ( $s=1, 2$ ) и пространств аффинной связности с рекуррентным тензором кривизны. Здесь необходимо отметить работу Глазго [41], рассмотревшего группы голономии и группы изометрических движений пространств  $\mathcal{K}_n^1$ , работы Ротера и Глодека [38], [39], [72], изучавших группы проективных и конформных движений, допускаемых рекуррентными пространствами, Такано [80]—[84], исследовавшего вопрос о группах аффинных движений в пространствах с рекуррентной структурой кривизны различных типов и ряда других авторов [67], [72], [77]—[79].

В данном обзоре не приводятся упоминания и ссылки на многочисленные работы, которые посвящены различным теоретико-групповым обобщениям симметрических многообразий, основанным на отказе от инволютивного характера автоморфизмов группового пространства. Причина заключается в том, что вопросы аналитической характеристики тензора кривизны и ковариантных производных тензора кривизны исследуемых классов пространств еще мало изучены. Поэтому вопрос о том,

имеется ли какая-либо связь между групповыми подходами к обобщению симметрических многообразий и подходом, основанным на выполнении более слабых требований для ковариантных производных тензора кривизны (как это принимается в случае пространства  $\mathcal{D}_n^*$ ), остается пока открытым.

В заключение обзора необходимо подчеркнуть следующее. Доказательства и выводы цитируемых выше авторов в теории  $\mathcal{H}_n^2$ -пространств существенным образом опираются на тот факт, что порядок рекуррентности  $s=2$ . Низкий порядок рекуррентности позволяет прямым счетом проверить выполнение тех или иных тензорных условий. Однако этот путь приводит к весьма громоздким выкладкам и неприемлем при исследовании рекуррентных многообразий при  $s>2$ . По этой же причине ими не были включены в рассмотрение 2-симметрические пространства.

Нами [7]—[16] предложен метод алгебраической классификации  $\mathcal{D}_n^*$ -пространств, который позволяет установить структуру кривизны разбитых на определенные подклассы строго и слабо рекуррентных многообразий. Использование полученных результатов позволяет установить независимо от сигнатуры метрики и порядка рекуррентности ряд положений, из которых в качестве следствия вытекают утверждения вышеупомянутых авторов. Приведем в сжатой форме выводы о структуре кривизны  $\mathcal{D}_n^*$ -пространств.

## § 2. СХЕМА АЛГЕБРАИЧЕСКОЙ КЛАССИФИКАЦИИ И СТРУКТУРА КРИВИЗНЫ

1°. Ряд полезных соотношений для тензора кривизны, тензора Риччи и тензора рекуррентности  $\Omega_{m_1 m_2 \dots m_s}$  пространства  $\mathcal{D}_n^*$  может быть получено непосредственно из условий рекуррентности (1.1) и условий (1.5).

Теорема 2.1. Для пространств  $\mathcal{D}_n^*$  выполнено:

$$\left. \begin{aligned} (a) \quad R_{ijkl}R^{ijkl} - 4R_{ij}R^{ij} + R^2 &= 0, \\ (b) \quad R^{ijkl}(R_{i[k}R_{l]j} - RR_{ijkl}) &= 0, \\ (c) \quad \Phi_1 - 8M^{ijkl}M_{ijkl} + 4\Psi_1 &= 0, \\ (d) \quad \Psi_1 - 4T^{ij}T_{ij} &= 0, \end{aligned} \right\},$$

где  $M_{ijkl} = 2R_{i[k}R_{l]j} - R_i^m R_{m jkl}$ ,  $T_{ij} = \frac{1}{2} RR_{ij} - R_i^m R_{mj}$ .

Докажем, например, выполнение первого условия. Свернув (1.5) с  $R^{ijkl}$  и используя свертку (1.5) с  $g^{im}$ ,  $g^{jl}g^{im}$ , получим:

$$t_m \Phi_0 + 4R^{[ij}t^{kl]}R_{ijkl} = 0,$$

откуда, в силу следствия:  $t^m R_{m jkl} = 2R_{j[l}t_{k]}$ , вытекает равенство:  $t_m(\Phi_0 + R^2 - 4\Psi_0) = 0$ , что эквивалентно (a).

Теорема 2.2. Если для пространства  $\mathcal{D}_n^s$  тензор рекуррентности  $\Omega_{m_2 m_3 \dots m_s}$  равен нулю, то первый тензор рекуррентности симметричен по первой паре индексов:  $\Omega_{m_1 m_2 m_3 \dots m_s} = \Omega_{m_2 m_1 m_3 \dots m_s}$ . Данное условие всегда имеет место для  $\mathcal{K}_n^{*s}$ -пространств.

Действительно, из дифференциальных тождеств Риччи для любого  $V_n$  следует (легко убедиться непосредственной проверкой), что  $H_{ijklm_2} + H_{klm_2ij} + H_{m_2ijkl} = 0$ . Если предварительно продифференцировать эти соотношения ковариантно  $(s-2)$  раза и использовать (1.1), то получим:

$$R_{ijkl} U_{m_1 m_2} + R_{klm_1 m_2} U_{ij} + R_{m_1 m_2 ij} U_{kl} = 0,$$

где  $U_{m_1 m_2} = \Omega_{|m_1 m_2| m_3 \dots m_s} h^{m_3} \dots h^{m_s}$ .

Применяя собирательные индексы бивекторного пространства  $(A, B, C = 1, 2, \dots, \frac{n(n-1)}{2})$ , имеем:

$$R_{AB} U_C + R_{BC} U_A + R_{CA} U_B = 0. \quad (2.1)$$

Покажем, что  $U_A = 0$ , когда имеется хотя бы одна компонента  $R_{BC}$ , отличная от нуля. Если предположить обратное, т. е.  $U_\alpha \neq 0$  ( $\alpha$  — фиксированный индекс), то из (2.1) при  $A=B=C=\alpha$  получим, что  $R_{\alpha\alpha} = 0$ , а при  $B=C=\alpha$  ( $A$  — произвольный индекс) —  $R_{A\alpha} = 0$ . Наконец, когда  $C=\alpha$ ,  $A$  и  $B$  — произвольные индексы, из (2.1) с учетом равенства нулю компонент  $R_{A\alpha}$  получим, что  $R_{AB} = 0$ . Пришли к противоречию. Следовательно, все  $U_A = 0$ . Последние соотношения эквивалентны условиям симметричности.

Следствие 2.1. Для пространств  $\mathcal{K}_n^1$  вектор рекуррентности  $\Omega_m$  суть градиент.

Следствие 2.2. Пространства  $\mathcal{K}_n^{*s}$  относятся к классу  $1/2p$ -симметрических многообразий.

Из определения пространств  $\mathcal{D}_n^s$  непосредственно следуют два следующих утверждения:

(1) Не существует строго рекуррентных  $s$ -го порядка пространств  $V_n$  со скалярной кривизной  $R = \text{const} \neq 0$ .

(2) Если пространства  $\mathcal{D}_n^s$  ( $n > 2$ ) являются пространствами Эйнштейна ( $R_{ij} = \kappa g_{ij}$ ,  $\kappa = \text{const}$ ), то необходимо следует, что  $\kappa = 0$ .

Нижеследующая теорема решает вопрос о размерности оболочки  $\mathcal{L}$ , натянутой на совокупность векторов  $\{t\}$ , полученных с помощью правила (1.4).

Теорема 2.3. Максимальное число линейно независимых векторов среди системы  $\{t\}_{(a)}$  в неплоском  $\mathcal{D}_n^s$ -пространстве не превышает двух.

Доказательство этого факта вытекает из анализа условий (1.5). Предполагая, что число линейно независимых векторов в системе  $\{t\}_{(a)}$  превышает 2, скажем, равно трем, и выбирая репер таким образом, чтобы линейно независимые векторы  $t_{(\sigma)}^m$  ( $\sigma=1, 2, 3$ ) имели вид:  $t_{(\sigma)m}^* = \delta_m^\sigma$ , из (1.5) получим, что  $R_{ijkl} = 0$ . Если же  $\sigma \leq 2$ , то система уравнений (1.5) допускает нетривиальные решения.

2°. Доказанная теорема является решающей для предлагаемой ниже алгебраической классификации  $\mathcal{D}_n^s$ -пространств. Те пространства, для которых  $\dim \mathcal{L} = 2$ , называем  $\mathcal{D}_n^s(A)$ -пространствами. Если же  $\dim \mathcal{L} = 1$ , то употребляем термин  $\mathcal{D}_n^s(B)$ -пространства. Можно доказать [11], что пространства  $\mathcal{D}_n^s(A)$  подразделяются на три непересекающихся класса в зависимости от следующих ситуаций: (1) базис оболочки  $\mathcal{L}$  составляют два неизотропных и ортогональных между собою вектора ( $\mathcal{D}_n^s(A_1)$ -пространства). В этом случае двумерная метрика  $\mathcal{L}$  является невырожденной; (2) базис  $\mathcal{L}$  составляют два взаимно ортогональных вектора, один из которых изотропен, другой единичен ( $\mathcal{D}_n^s(A_2)$ -пространства). Двумерная метрика  $\mathcal{L}$  является вырожденной ранга 1; (3) базис  $\mathcal{L}$  состоит из двух ортогональных изотропных векторов ( $\mathcal{D}_n^s(A_3)$ -пространства). Метрика  $\mathcal{L}$  вырожденная ранга 0.

Пространства  $\mathcal{D}_n^s(B)$  по аналогичному принципу подразделяются на два типа в зависимости от того, является ли базисный вектор  $t$  неизотропным ( $\mathcal{D}_n^s(B_1)$ -пространства) или изотропным ( $\mathcal{D}_n^s(B_2)$ -пространства).

3°. Как показано нами в [10], [11], для  $\mathcal{D}_n^s(A_i)$ -пространств ( $i=1, 2, 3$ ) характеристика Сегре тензора Риччи определяется однозначным образом. В случае же пространств  $\mathcal{D}_n^s(B_k)$  ( $k=1, 2$ ) приходится дополнительно выделять подклассы в зависимости от вида характеристики  $\lambda$ -матрицы для тензора Риччи. С использованием указанной классификации для каждого из типов  $A_i, B$  ( $i=1, 2, 3; k=1, 2$ ) могут быть доказаны следующие утверждения.

Теорема 2.4. Скалярная кривизна  $R$  пространств  $\mathcal{D}_n^s(A_i)$  необходимо отлична от нуля, а тензор кривизны и тензор

Риччи связаны условиями:

$$\frac{1}{2} RR_{ijkl} = R_{ik}R_{jl} - R_{il}R_{jk}. \quad (2.2)$$

Их структура строения следующая:

$$(a) R_{ijkl} = \frac{1}{2} Re_1 e_2 V_{ij} V_{kl}; \quad (b) R_{ij} = \frac{1}{2} R(e_1 k_i k_j + e_2 l_i l_j), \quad (2.3)$$

где  $V_{ij} = 2k_{[i} l_{j]}$ ,  $\{k, l\}$  — базис  $\mathcal{L}$ ,  $k^2 = e_1 = \pm 1$ ,  $l^2 = e_2 = \pm 1$ ,  $(k, l) = 0$ .

Теорема 2.5. Скалярная кривизна  $R$  пространств  $\mathcal{D}_n^s(A_2)$  необходимо равна нулю. Структура кривизны описывается соотношениями:

$$(a) R_{ijkl} = \varepsilon V_{ij} V_{kl}; \quad (b) R_{ij} = \varepsilon k_i k_j, \quad (2.4)$$

где  $V_{ij} = 2k_{[i} l_{j]}$ ,  $\{k, l\}$  — базис  $\mathcal{L}$ ,  $k^2 = 0$ ,  $l^2 = e_2 = \pm 1$ ,  $(k, l) = 0$ ,  $\varepsilon = \pm 1$ ,  $e = \pm 1$ .

Теорема 2.6. Пространства  $\mathcal{D}_n^s(A_3)$  необходимо являются пространствами Эйнштейна с нулевым тензором Риччи. Их тензор кривизны имеет строение вида (2.4а), где  $V_{ij} = 2k_{[i} l_{j]}$ ,  $\{k, l\}$  — базис  $\mathcal{L}$ ,  $k^2 = 0$ ,  $l^2 = 0$ ,  $(k, l) = 0$ .

Отметим три следующих факта, имеющих место для общего класса  $\mathcal{D}_n^s(A)$ -пространств.

Теорема 2.7. Пространства  $\mathcal{D}_n^s(A)$  принадлежат к классу полусимметрических многообразий. Тензор кривизны и его ковариантная производная связаны с первым и вторым тензором рекуррентности следующим соотношением:

$$R_{ijkl} \Omega_{[m_1 m_2] m_3 \dots m_s} + R_{ijkl} \Omega_{[m_1 \Omega_{m_2] m_3 \dots m_s}} = 0.$$

Теорема 2.8. Если первый тензор рекуррентности пространств  $\mathcal{D}_n^s(A)$  симметричен по первой паре индексов, то он представим в виде:

$$\begin{aligned} \Omega_{m_1 m_2 m_3 \dots m_s} = & k_{m_1} k_{m_2} A_{m_3 \dots m_s}^{(1)} + 2k_{(m_1} l_{m_2)} A_{m_3 \dots m_s}^{(2)} + \\ & + l_{m_1} l_{m_2} A_{m_3 \dots m_s}^{(3)}, \end{aligned} \quad (2.5)$$

где  $\{k, l\}$  — базис  $\mathcal{L}$ , соотношения (2.5) с необходимостью имеют место для  $\mathcal{H}_n^s(A)$ -пространств.

Теорема 2.9. В  $\mathcal{D}_n^s(A)$ -пространствах существует система из  $(n-2)$  взаимно ортогональных векторов, являющихся базисными векторами ортогонального дополнения к оболочке  $\mathcal{L}$ , удовлетворяющих условию:  $h_{\sigma}^m R_{mjkl} = 0$  ( $\sigma = 1, 2, \dots, n-2$ ).

Отметим, что для пространств  $\mathcal{D}_n^s(A_2)$  в их число входит изотропный базисный для  $\mathcal{L}$  вектор  $k$ , для  $\mathcal{D}_n^s(A_3)$ -пространств оба изотропных базисных для  $\mathcal{L}$  вектора  $k$  и  $l$ .

4°. Что касается структуры кривизны пространств типа  $B$ , то укажем на две теоремы, благодаря которым удается в дальнейшем добиться подразделения рассматриваемых типов многообразий на подклассы в зависимости от характеристики Сегре тензора Риччи.

Теорема 2.10. Тензор кривизны  $\mathcal{D}_n^s(B_1)$ -пространств имеет следующее строение:

$$R_{ijkl} = 2\varepsilon (t_i R_{k[i} t_{j]}) + t_k R_{l[i} t_{j]}, \quad (2.6)$$

где  $R_{ik}$  — тензор Риччи,  $t^2 = \varepsilon = \pm 1$ ,  $t$  — базисный вектор  $\mathcal{L}$ .

Теорема 2.11. В случае пространств  $\mathcal{D}_n^s(B_2)$  всегда существует такой симметричный тензор  $S_{ik}$  ранга  $r < n$ , что выполнено:

$$R_{ijkl} = 2(t_i S_{j[l} t_{k]} + t_j S_{l[k} t_{i]}) \quad (t^2 = 0). \quad (2.7)$$

Равенства (2.6) позволяют уточнить структуру строения тензора кривизны в репере за счет одновременного приведения пары форм, порождаемых метрическим тензором и тензором Риччи.

Для пространств  $\mathcal{D}_n^s(B_1)$  сигнатуры  $\pm(n-2)$  (сигнатура Лоренца для  $n$ -мерных пространств) имеем 5 подклассов в зависимости от характеристики тензора Риччи и нормы вектора  $t$ .

Для тензора кривизны может быть дано его конкретное представление через  $(n-1)$  простых бивекторов вида:  $V_{ij} = t_i h_j - h_i t_j$ , где  $\{t, h_\sigma\}$  ( $\sigma = 2, \dots, n$ ) — векторы канонического репера.

Приведем сводку результатов.

$$I. R_{ijkl} = \sum_{\sigma=2}^n \lambda_\sigma V_{ij} V_{kl},$$

$$\text{где } \sum_{\sigma=2}^n \lambda_\sigma = -\frac{1}{2} R.$$

$$II. R_{ijkl} = \lambda_2 V_{ij} V_{kl} - \sum_{\tau=3}^n \lambda_\tau V_{ij} V_{kl},$$

$$\text{где } \sum_{\sigma=2}^n \lambda_\sigma = -\frac{1}{2} R.$$

$$III. R_{ijkl} = (\alpha - \beta) V_{ij} V_{kl} + \sqrt{2} \beta (V_{ij} V_{kl} + V_{ij} V_{kl}) - \\ - (\alpha + \beta) V_{ij} V_{kl} + \sum_{\tau=4}^n \lambda_\tau V_{ij} V_{kl},$$

$$\text{где } 2\alpha + \sum_{\tau=4}^n \lambda_\tau + \frac{1}{2} R = 0.$$

$$\text{IV. } R_{ijkl} = \lambda (V_{2ij_3} V_{kl} + V_{ij_2} V_{kl}) + e V_{ij_3} V_{kl} - \sum_{\tau=4}^n \lambda_{\tau} V_{ij_{\tau}} V_{kl},$$

$$\text{где } 2\lambda + \sum_{\tau=4}^n \lambda_{\tau} + \frac{1}{2} R = 0, \quad e = \pm 1.$$

$$\text{V. } R_{ijkl} = \lambda (V_{ij_4} V_{kl} + V_{ij_2} V_{kl} - V_{ij_3} V_{kl}) + e (V_{ij_4} V_{kl} + V_{ij_3} V_{kl}) - \\ - \sum_{\tau=5}^n \lambda_{\tau} V_{ij_{\tau}} V_{kl},$$

$$\text{где } 3\lambda + \sum_{\tau=5}^n \lambda_{\tau} + \frac{1}{2} R = 0, \quad e = \pm 1.$$

Аналогичная классификация может быть проведена для  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_1)$ -пространств с другими типами сигнатуры фундаментальной метрической формы.

Согласно теореме (2.7), класс пространств  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(A)$  относится к классу полусимметрических римановых многообразий, являющемуся, в свою очередь, подклассом  $1/2p$ -симметрических  $V_n$  ( $p \geq 2$ ). Поэтому важно выяснить, не принадлежат ли  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_1)$ -пространства к классу  $1/2p$ -симметрических пространств при каком-либо конкретном значении номера  $p$ ? Ответ отрицателен. Имеет место

**Теорема 2.12.**  $1/2p$ -симметрических пространств  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s$ , относящихся к типу  $B_1$ , не существует ни при каком значении номера  $p$  ( $p = 1, 2, \dots$ ).

Поскольку пространства  $\overset{*}{\mathcal{H}}_n^s$  относятся к  $1/2p$ -симметрическим пространствам, то как следствие данной теоремы получаем, что пространств  $\overset{*}{\mathcal{H}}_n^s$ , относящихся к типу  $B_1$ , также не существует.

Для пространств  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_2)$  из (2.7) следует, что тензор Риччи имеет строение вида:

$$R_{ik} = S t_i t_k - 2S_{(i} t_{k)}, \quad (2.8)$$

где  $S = g^{lk} S_{lk}$ ,  $S_j = S_{jk} t^k$ . Ранг тензора Риччи  $r \leq 2$  и поэтому представляется целесообразным разбить класс пространств  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_2)$  на подклассы в зависимости от характеристики Сегре  $\lambda$ -матрицы  $(R_{ij} - \lambda g_{ij})$  и ранга матрицы  $(R_{ij})$ . Рассматривая последовательно все три возможности, когда ранг  $(R_{ij})$  равен нулю, единице и двум, приходим в случае произвольной сигнатуры к шести подклассам пространств  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{2k})$  ( $k = 1, 2, \dots, 6$ ), относительно которых могут быть сформулированы и доказаны следующие результаты.

Теорема 2.13. Пространства  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{2i})$  ( $i=1, 2$ ) принадлежат к классу полусимметрических многообразий. Их тензор кривизны может быть представлен как квадратичная форма лишь от  $(n-2)$  линейно независимых простых бивекторов  $V_{ij} = t_i h_j - h_i t_j$  ( $\sigma=3, \dots, n$ ):

$$R_{ijkl} = \sum_{\sigma, \tau=3}^n H^{\sigma\tau} V_{ij} V_{kl}.$$

При этом  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{21})$ -пространства суть пространства Эйнштейна (в (2.8)  $S=0, S_j=0$ ),  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{22})$ -пространства с тензором Риччи вида  $R_{ij} = S t_i t_j$  ( $S \neq 0$ ). Скаляры Бохнера первого и второго рода любого порядка  $p=0, 1, 2, \dots$  тождественно равны нулю.

Пространства  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{23}), \overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{24})$  характеризуются тем, что для них скалярная кривизна  $R \neq 0$  и в (2.8)  $S_j = \frac{1}{2} R h_j$ , где  $h^2=0, (h, t) = -1$ . Пространства  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{23})$  выделяются тем, что для них инвариант  $S=0$ .

Для пространств  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{25}), \overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{26})$  как скалярная кривизна, так и инвариант  $S$  в (2.8) равны нулю, но в случае подкласса  $B_{25}$   $S_j$  суть единичный вектор, ортогональный к базисному вектору  $t$ , а в случае  $B_{26}$  —  $S_j$  — изотропный вектор, ортогональный к базисному вектору.

Во всех четырех перечисленных подклассах тензор кривизны суть квадратичная форма лишь от  $(n-1)$  линейно независимых простых бивекторов. Используя этот факт, удается доказать, что пространств  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s(B_{2k})$  ( $k=3, 4, 5, 6$ ), относящихся к классу  $1/2p$ -симметрических  $V_n$ , не существует.

Как следствие последнего результата и на основании теорем (2.7), (2.12), (2.13) получаем важнейшую теорему в теории  $\overset{*}{\mathcal{K}}_n^s$ -пространств.

Теорема 2.14. Пространства  $\overset{*}{\mathcal{K}}_n^s$  суть полусимметрические многообразия, для них всегда выполнены условия (1.7).

5°. Наконец, приведем основные результаты, касающиеся конформно плоских  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s$ -пространств и пространств  $\overset{*}{\mathcal{K}}_n^s$ .

Теорема 2.15. Если конформно плоские пространства  $\overset{*}{\mathcal{D}}_n^s$  ( $n > 2$ ) имеют скалярную кривизну, отличную от нуля, то они относятся к типу  $B_1$ . Тензор кривизны и тензор Риччи имеют следующее строение:

$$R_{ijkl} = \frac{2R}{n-1} e t_{ij} t_{kl}, \quad R_{ij} = \frac{(n-2)R}{2(n-1)} e \left( t_i t_j + \frac{e}{n-2} g_{ij} \right),$$

где  $t^2 = e = \pm 1$ .

Теорема 2.16. Всякое конформно плоское пространство  $\mathcal{D}_n^s$  ( $n > 2$ ), имеющее скалярную кривизну, равную нулю, необходимо относится к подклассу  $B_{22}$ . Тензор кривизны и тензор Риччи имеют вид:

$$R_{ijkl} = 4\Lambda t_{[j} g_{i][k} t_{l]}, \quad R_{ij} = (n-2)\Lambda t_i t_j,$$

где  $t^2 = 0$ . Вектор  $t$  задает изотропно геодезическую конгруэнцию.

Как указывалось, выше, тензор рекуррентности  $\mathcal{K}_n^s$ -пространств ( $s \geq 2$ ) симметричен по первой паре индексов и для пространств типа  $A$  он имеет вид (2.5), а для пространств типа  $B$  он представим в виде  $\Omega_{m_1 m_2 \dots m_s} = t_{m_1} t_{m_2} \Phi_{m_3 \dots m_s}$ , где  $t$  — базисный вектор  $\mathcal{L}$ ,  $\Phi_{m_3 \dots m_s}$  — априори произвольный тензор.

Каковы пространства  $\mathcal{K}_n^s$  в зависимости от того, равна нулю скалярная кривизна или отлична от нуля?

Теорема 2.17. Если  $R \neq 0$ , то  $\mathcal{K}_n^s$ -пространства суть пространства  $\mathcal{K}_n^s(A_1)$ . Их тензор кривизны удовлетворяет условиям (2.2). Если же  $R = 0$ , то  $\mathcal{K}_n^s$ -пространства являются либо пространствами Эйнштейна и относятся к подклассам  $A_3$ ,  $B_{21}$ , либо  $R_{ij} = S t_i t_j$  и они относятся к подклассу  $B_{22}$ .

Впервые на формулу (2.2) в случае пространств 2-рекуррентной кривизны указал Ротер [69]. Однако, кроме требования не обращения в нуль скалярной кривизны, при доказательстве равенства (2.2) им были выдвинуты дополнительные условия, чтобы был отличен от нуля, по крайней мере, один из двух инвариантов:  $\theta_1 = \Omega_{m_1 m_2} \Omega^{m_1 m_2}$ ,  $\theta_2 = \Omega_m^m$ . Как следует из заключения первой части теоремы (2.17), дополнительные требования совершенно не нужны и результат Ротера переносится на случай пространств  $\mathcal{K}_n^s$  для любого натурального  $s$  лишь при единственном условии не обращения в нуль скалярной кривизны.

В свое время Проханович [67], используя метод Яно и Бохнера [23], доказала, что всякое компактное ( $ds^2 > 0$ ) пространство  $\mathcal{K}_n^s \subset R \neq 0$ , являющееся пространством Эйнштейна и допускающее не гомотетическое инфинитезимальное конформное преобразование, суть пространство постоянной кривизны.

Из теоремы (2.17) легко может быть получен в качестве следствия результат Проханович, но уже без дополнительных требований компактности многообразия и существования однопараметрической нетривиальной конформной группы Ли преобразований.

Обратимся к рассмотрению конформно плоских  $s$ -рекуррентных и  $s$ -симметрических пространств.

Учитывая, что конформно плоских  $\mathcal{D}_n^s(A)$ -пространств не существует, а также тот факт, что пространства  $\mathcal{K}_n^s$  не могут принадлежать к типу  $B_1$ , приходим к следующему выводу.

**Теорема 2.18.** Всякое конформно плоское пространство  $\mathcal{K}_n^s$  необходимо имеет скалярную кривизну равную нулю. Оно относится к типу  $B_{22}$ .

Данная теорема обобщает результат Чаудхури [31], [32] о равенстве нулю скалярной кривизны конформно плоских  $\mathcal{K}_n^s$ -пространств на случай произвольного порядка рекуррентности  $s$ , включая также и  $s$ -симметрические многообразия.

**Следствие.** Всякое конформно плоское  $\mathcal{K}_n^s$ -пространство с положительно определенной метрикой суть плоское пространство.

Действительно, поскольку отличные от плоских конформно плоские пространства  $\mathcal{K}_n^s$  принадлежат к типу  $B_{22}$ , то их метрика с необходимостью индефинитная, так как базисный вектор оболочки  $\mathcal{L}$  суть изотропный вектор.

Таким образом, результат, указанный Томпсоном в работе [91] для конформно плоских  $\mathcal{K}_n^s$ -пространств с  $ds^2 > 0$ , справедлив для всех  $s$  положительным мероопределением конформно плоских  $s$ -симметрических пространств с линейной оболочкой  $\mathcal{L}$  и пространств  $s$ -рекуррентной кривизны при любом значении  $s$ .

В заключение этого пункта приведем пример класса  $s$ -симметрических многообразий ( $R_{ijkl, m_1, \dots, m_s} = 0$ ) лоренцевой сигнатуры, не сводимых к  $(s-r)$ -симметрическим  $V_n$  ( $r = 1, 2, \dots, s-1$ ). Их линейный элемент имеет вид:

$$ds^2 = -dx^2 - dx^3 + 2dx^4 [dx^1 + (\alpha_{pq} x^p x^q + \beta_p x^p) dx^4],$$

где  $\beta_p$  — произвольные функции от  $x^4$ , а функции  $\alpha_{pq}$  суть полиномы степени  $(s-1)$ :

$$\alpha_{pq} = m_{pq}^{(1)} (x^4)^{s-1} + m_{pq}^{(2)} (x^4)^{s-2} + \dots + m_{pq}^{(s-1)} x^4 + m_{pq}^{(s)},$$

где, в свою очередь,  $m_{pq}^{(l)}$  — произвольные константы  $l = 1, \dots, s$ ;  $p, q = 2, 3$ , причем  $m_{pq}^{(1)} \neq 0$ .

### § 3. ГРУППЫ ГОЛОНОМИИ ПРОСТРАНСТВ $\mathcal{D}_n^s$

Метод групп голономии является наиболее существенным из методов исследования структуры кривизны римановых многообразий, так, согласно теореме Амброса — Зингера, операторы тензора кривизны и его ковариантных производных принадлежат алгебре голономии пространства. В данном разделе мы приведем ряд результатов исследования того класса строго

рекуррентных и слабо рекуррентных пространств  $\mathcal{D}_n^s$ , для которых группы голономии являются совершенными.

Всюду в дальнейшем рассматриваемые пространства считаем односвязными. Известно [18], что в этом случае группа голономии  $G_\rho$  связана как образ связного пространства петель при непрерывном отображении и поэтому вместо  $G_\rho$  можно рассматривать алгебру Ли голономии  $\Gamma_\rho$ .

Говорят, что риманово многообразие обладает совершенной группой голономии, если вся алгебра голономии  $\Gamma_\rho$  порождается лишь операторами кривизны  $R(x, y)$  для любых  $x, y \in T_M$ .

Результаты исследования структуры кривизны многообразий  $\mathcal{D}_n^s$  [10]—[12] позволяют полностью решить вопрос о классе  $\mathcal{D}_n^s$ -пространств с совершенной группой голономии. Приведем основные утверждения.

**Теорема 3.1.** Если группа  $G_\rho$  является совершенной группой голономии пространства  $\mathcal{D}_n^s$ , то ее порядок удовлетворяет неравенству  $1 \leq \rho \leq n-1$ , а генераторами являются простые бивекторы вида:  $B_{ij} = 2t_{[i}h_{j]}$ , где  $t \in \mathcal{L}$ ,  $\{h\}$ —система  $\rho$  линейно независимых ковекторов.

**Теорема 3.2.** Если группа голономии пространства  $\mathcal{D}_n^s(A)$  совершенна, то  $\rho=1$  исходное многообразие суть пространство  $\mathcal{K}_n^1(A)$ .

Тем самым вопрос о рекуррентных многообразиях типа  $A$  с совершенной алгеброй голономии полностью решен, так как виды линейных элементов для  $\mathcal{D}_n^s(A)$ -пространств при  $s=1, 2$  установлены в работе [12] (см. § 4).

Требование, чтобы группа голономии для многообразий класса  $B_1$  была совершенной, приводит нас к противоречивому условию:  $\dim \mathcal{L} > 1$ , в то время как для рассматриваемых пространств  $\dim \mathcal{L} = 1$ . Таким образом, для пространств  $\mathcal{D}_n^s(B_1)$  группа голономии не может быть совершенной.

Рекуррентные многообразия  $\mathcal{D}_n^s(B_2)$  в зависимости от вида характеристики Сегре тензора Риччи, как нами показано выше, делятся на 6 непересекающихся подклассов. Для них могут быть доказаны следующие утверждения.

**Теорема 3.3.** Если группа голономии  $G_\rho$  пространства  $\mathcal{D}_n^s(B_{2i})$  ( $i=1, 2$ ) совершенна, то она абелева и ее порядок  $1 < \rho \leq n-2$ . Аналитические многообразия  $\mathcal{D}_n^s(B_{2i})$  ( $i=1, 2$ ) в данном случае необходимо допускают поле абсолютно параллельного изотропного вектора, отличающегося скалярным множителем от базисного вектора  $t \in \mathcal{L}$ . При этом  $\mathcal{D}_n^s(B_{2i})$  суть пространства Эйнштейна с нулевым тензором Риччи, а прост-

ранства  $\mathcal{D}_n^s(B_{22})$  относятся к классу риччи-рекуррентных римановых многообразий первого порядка рекуррентности. Если  $\rho < n - 2$ , то на указанных многообразиях существует ровно  $(n - 2 - \rho)$  абсолютно параллельных векторных полей, ортогональных полю  $t$ .

Теорема 3.4. Если группа голономии  $G_\rho$  пространства  $\mathcal{D}_n^s(B_{2k})$  ( $k = 3, 4, 5, 6$ ) совершенна, то  $1 < \rho \leq n - 1$  и в некотором базисе ее структурные константы имеют вид:

$$C_{\alpha}^1 = 0, \quad C_{\alpha}^{\gamma} = \delta_{\alpha}^{\gamma}, \quad C_{\alpha\beta}^{\gamma} = 0 \quad (\alpha, \beta, \gamma = 2, 3, \dots, \rho).$$

Исследуемые многообразия необходимо допускают существование поля изотропного строго рекуррентного ковектора, являющегося базисным для  $\mathcal{L}$  ( $t_{m,k} = \omega_k t_m$ ,  $\omega_k \neq 0$ ). Если  $\rho < n - 1$  и многообразии  $\mathcal{D}_n^s(B_{2k})$  ( $k = 3, 4, 5, 6$ ) является аналитическим, то на многообразии существует ровно  $(n - 1 - \rho)$  абсолютно параллельных векторных полей.

#### § 4. РЕКУРРЕНТНОСТЬ ПЕРВОГО И ВТОРОГО ПОРЯДКОВ

Ранее мы не фиксировали конкретное значение порядка рекуррентности исследуемых пространств  $\mathcal{D}_n^s$ , так как предложенная алгебраическая классификация  $\mathcal{D}_n^s$ -пространств не зависит от порядка дифференцирования тензора кривизны многообразия.

Однако если  $s$  зафиксировано, то исследуемый класс пространств  $\mathcal{D}_n^s$  при данном значении  $s$  может обладать дополнительными свойствами по отношению к тем, что были установлены в предыдущих параграфах. Это обстоятельство объясняется тем, что, с одной стороны, представляется возможность использовать конкретные тождества для ковариантных производных тензора кривизны порядка  $s$ ; с другой стороны, при некоторых конкретных значениях  $s$  без особых громоздких вычислений может быть проведен непосредственный анализ уравнений рекуррентности, что, как правило, приводит к установлению дополнительных инвариантно тензорных признаков для кривизны искоемых пространств  $\mathcal{D}_n^s$ .

В данном разделе остановимся на рассмотрении рекуррентных многообразий, когда порядок рекуррентности  $s$  равен либо единице либо двум. В этом случае наиболее полно раскрывается преимущество использования алгебраического анализа рекуррентных пространств по сравнению с методами, применявшимися при исследовании  $\mathcal{H}_n^2$ -пространств Лихнеровичем, Ротером, Томпсоном и другими. Знание структуры кривизны  $\mathcal{D}_n^s$ -пространств на основе их алгебраической классификации

позволяет кратчайшим путем получить ряд основных теорем из которых в качестве следствия вытекают не только результаты работ Уолкера, Лихнеровича, Ротера, Томпсона для  $\mathcal{H}_n^1$ - и  $\mathcal{H}_n^2$ -пространств с положительным мероопределением или с метрикой сигнатуры  $\pm(n-2)$ , но и следуют подобного рода заключения для пространств  $\mathcal{D}_n^s$  и  $\mathcal{H}_n^s$  ( $s=1, 2$ ) произвольной сигнатуры.

Теорема 4.1. Пространства  $\mathcal{D}_n^2(A)$  необходимо являются  $\mathcal{H}_n^1(A)$ -пространствами и представляют собою, соответственно: (1) для типа  $A_1 - V_2 \times E_{n-2}$ , где  $V_2$  — произвольное двумерное риманово пространство,  $E_{n-2}$  — плоское пространство размерности  $(n-2)$ ; (2) для типа  $A_2 - V_3 \times E_{n-3}$ , где  $V_3$  суть трехмерное пространство, допускающее поле ковариантно постоянного изотропного вектора,  $E_{n-3}$  — плоское  $(n-3)$ -мерное пространство; (3) для типа  $A_3 - V_4 \times E_{n-4}$ , где  $V_4$  суть четырехмерное пространство Эйнштейна ( $R_{ij}=0$ ) нулевой сигнатуры, допускающее два взаимно ортогональных ковариантно постоянных векторных поля,  $E_{n-4}$  — плоское пространство  $(n-4)$ -измерений.

Тем самым вопрос о пространствах  $\mathcal{D}_n^2$  типа  $A$  полностью решен. В локальной карте их линейные элементы имеют вид:

$$\left. \begin{aligned} (1) \quad ds^2 &= A(x^1, x^2)(e_1 dx^1{}^2 + e_2 dx^2{}^2) + \sum_{\sigma=3}^n e_{\sigma} (dx^{\sigma})^2 \\ (2) \quad ds^2 &= e_1 dx^2{}^2 + 2dx^3(dx^1 + A(x^2, x^3)dx^3) + \sum_{\sigma=4}^n e_{\sigma} (dx^{\sigma})^2, \\ (3) \quad ds^2 &= 2dx^4(dx^1 + dx^2 + A(x^3, x^4)dx^4) + \sum_{\sigma=5}^n e_{\sigma} (dx^{\sigma})^2 \end{aligned} \right\}$$

где  $A$  — произвольная функция своих аргументов,  $e_k = \pm 1$ .

Пример пространства, приведенного в конце второго параграфа показывает, что для пространств  $\mathcal{D}_n^2(B)$  в общем случае теоремы о сведении  $\mathcal{D}_n^2(B)$ -пространств к классу однорекуррентных многообразий не существует.

Так, например, для пространств  $\mathcal{D}_n^2(B_{2k})$  ( $k=1, 2$ ) с использованием условий полусимметричности может быть доказана

Теорема 4.2. Пространства  $\mathcal{D}_n^2(B_{2k})$  ( $k=1, 2$ ) необходимо допускают поле изотропного ковариантно постоянного вектора, причем пространства  $\mathcal{D}_n^2(B_{22})$  относятся к классу риччи-рекуррентных  $V_n(R_{ij,k} = \Omega_k R_{ij})$ .

Однако для конформно плоских  $\mathcal{D}_n^2$ -пространств можно показать, что всякое конформно плоское пространство  $\mathcal{D}_n^2$  суть симметрическое или однорекуррентное пространство.

Томпсон доказал подобную теорему для конформно плоских  $\mathcal{K}_n^2$ -пространств (два-симметрические пространства им не рассматривались). Но каждое конформно плоское пространство  $\mathcal{K}_n^s$  при любом  $s$  имеет скалярную кривизну равную нулю и относится к типу  $B_{22}$  (теорема (2.18)). Следовательно, результат Томпсона есть следствие указанного более общего факта.

Аналогично может быть поставлен вопрос о снижении порядка рекуррентности для  $\mathcal{K}_n^2$ -пространств.

Как показано во втором параграфе, при любом  $s$   $\mathcal{K}_n^s$ -пространства необходимо относятся к классу полусимметрических римановых многообразий и принадлежат к одному из следующих пяти типов:  $\mathcal{K}_n^s(A_i)$  ( $i=1, 2, 3$ ),  $\mathcal{K}_n^s(B_{2k})$  ( $k=1, 2$ ). Следует также заметить, что среди пространств  $\mathcal{K}_n^s$  пространства  $\mathcal{K}_n^s(A_1)$  и только они имеют скалярную кривизну отличную от нуля, пространства  $\mathcal{K}_n^s(A_3)$ ,  $\mathcal{K}_n^s(B_{21})$  являются пространствами Эйнштейна ( $R_{ij}=0$ ), а для пространств  $\mathcal{K}_n^s(A_2)$ ,  $\mathcal{K}_n^s(B_{22})$  скалярная кривизна равна нулю и тензор Риччи имеет строение вида:  $R_{ij} = S(x) t_i t_j$ , где  $t$  — изотропный вектор,  $S(x) \neq 0$ .

Учитывая данное замечание и выводы теоремы (4.1), имеющие место и для  $\mathcal{K}_n^2$ -пространств, получаем следующее утверждение, из которого, в частности, вытекают результаты работ Лихнеровича, Ротера, Томпсона о снижении порядка рекуррентности для  $\mathcal{K}_n^2$ -пространств.

**Теорема 4.3.** Если скалярная кривизна  $R$  пространства  $\mathcal{K}_n^2$  отлична от нуля, то независимо от сигнатуры такие пространства являются однорекуррентными  $\mathcal{K}_n^1$ -пространствами.

Тем самым дополнительные требования компактности, положительности мероопределения или наличия сигнатуры (+ — ... —) для пространств  $\mathcal{K}_n^2$  со скалярной кривизной не равной нулю, при которых доказывалась данная теорема в свое время Лихнеровичем, Ротером и Томпсоном, полностью снимаются.

В заключение обратимся к работе Номидзу [63], где был поставлен вопрос, не сводится ли класс полусимметрических римановых многообразий лишь к классу симметрических  $V_n$ ?

Анализ результатов, полученных в данном параграфе, и примеры  $s$ -симметрических пространств, указанные в § 2, приводят к выводу, что ответ на поставленный вопрос отрицателен, так как, даже ограничиваясь порядком рекуррент-

ности  $s=1, 2$ , видим, что класс полусимметрических римановых пространств содержит в себе помимо симметрических  $V_n$  также  $\mathcal{H}_n^1$ -пространства, 2-симметрические  $V_n$ , не сводящиеся к симметрическим,  $\mathcal{D}_n^2$ -пространства типов  $B_{21}, B_{22}$ .

Таким образом, проблема, что же собою представляет класс полусимметрических  $V_n$ , остается пока нерешенной. В связи с этим возникает вопрос, не эквивалентен ли класс полусимметрических пространств объединению класса симметрических пространств и пространств  $\mathcal{D}_n^s$  типов  $A_i (i=1, 2, 3), B_{2k} (k=1, 2)$ , относящихся, как нами установлено, к полусимметрическим римановым многообразиям?

### § 5. КОМПЛЕКСНО-РЕКУРРЕНТНЫЕ ПРОСТРАНСТВЕННО-ВРЕМЕННЫЕ МНОГООБРАЗИЯ

В теории тяготения Эйнштейна гравитационное поле проявляется себя через тензор кривизны пространства-времени и его ковариантные производные. Этот факт становится особенно наглядным, если выбрать нормальную систему координат с началом в некоторой точке  $M_0$  и рассмотреть разложение метрического тензора в данной системе координат [19]. Если в некоторой области пространства-времени  $R_{ijkl, m}=0$  или  $R_{ijkl, m} = \Omega_m R_{ijkl}$ , то потенциалы поля  $g_{ik}(x)$  определяются лишь через компоненты тензора кривизны, вычисленные в точке  $M_0$  и для окрестности этой точки можно говорить о «постоянном» поле гравитации. Следующим шагом является ситуация, когда потенциалы поля в окрестности точки  $M_0$  определяются лишь через тензор Римана и его первую ковариантную производную. Следуя аналогии, основанной на сопоставлении тензора Максвелла в электромагнетизме и тензора Римана в гравитации (см. подробнее в [4], [6]), мы придем к обобщению плоско-волновых решений в теории тяготения Эйнштейна, если будем исследовать поля тяготения с комплексно рекуррентной конформной кривизной

$$\Gamma_{ijkl, m} = \Phi_m \Gamma_{ijkl}, \quad (5.1)$$

где  $\Gamma_{ijkl} = C_{ijkl} + iC_{ijkl}^*$ ,  $C_{ijkl}$  — тензор Вейля,  $C_{ijkl}^*$  — тензор дуальный к  $C_{ijkl}$ ,  $\Phi_m = (p_m + iq_m)$  — комплексный вектор.

Сначала мы рассмотрим вакуумные поля тяготения (тензор энергии-импульса равен нулю). Для искомых пространств, являющихся пространствами Эйнштейна, условия (5.1) будут эквивалентны следующим:

$$R_{ijkl, m} = p_m R_{ijkl} - q_m R_{ijkl}^*. \quad (5.2)$$

Вопрос о метриках таких полей тяготения решает следующее утверждение.

Теорема 5.1. Пространств Эйнштейна комплексной рекуррентной кривизны, относящихся к типам I и III по классификации Петрова, не существует. Такими пространствами могут быть лишь пространства типа  $\mathcal{N}$ . Их метрика имеет вид:

$$ds^2 = -dx^2 - dx^3 + 2dx^4(dx^1 + A(x^2, x^3, x^4)dx^4), \quad (5.3)$$

где функция  $A$  удовлетворяет условиям:

$$\partial_{22}A + \partial_{33}A = 0.$$

Рассмотрим поля тяготения с условиями (5.1), когда тензор энергии-импульса  $T_{ij} \neq 0$ . Имеем следующие результаты.

Теорема 5.2. Поля тяготения I типа Петрова с условиями (5.1) являются полями типа  $\mathcal{D}$ . Их группа голономии  $G_2 = SO(2) \times SO(1, 1)$ , а метрика имеет вид:

$$ds^2 = -dx^1^2 - A^2(x^1, x^2)dx^2^2 + eB^2(x^3, x^4)dx^3^2 - edx^4^2 \quad (5.4)$$

$$(e = \pm 1).$$

Теорема 5.3. Поля тяготения II типа Петрова с комплексной конформной рекуррентной кривизной являются полями типа  $\mathcal{N}$ . Если  $\Phi_m$  не является градиентом, то их группа голономии суть группа  $G_4$  и метрика имеет вид [2]:

$$ds^2 = -e^{2f}(dx^2^2 + dx^3^2) + 2dx^4(dx^1 + g_id x^i) \quad (i=2, 3, 4), \quad (5.5)$$

где  $f = f(x^2, x^3, x^4)$ ,  $g_k = g_k(x^2, x^3, x^4)$  ( $k=2, 3$ ),  $g_4 = g_4(x^1, \dots, x^4)$ .

Если  $\Phi_m$  является градиентом, то их группа голономии двумерна, а метрика имеет частный вид метрики (5.5) при (a)  $f=0$ ,  $g_k=0$  ( $k=2, 3$ ),  $g_4 = g_4(x^2, x^3, x^4)$  и при (b)  $f=0$ ,  $g_k=0$  ( $k=2, 3$ ),  $g_4 = g_4(x^1, x^3, x^4)$ .

Полей тяготения III типа Петрова с условиями (5.1) не существует.

## § 6. ПРОСТРАНСТВА РЕКУРРЕНТНОЙ КРИВИЗНЫ, ОПИСЫВАЮЩИЕ ПЛОСКИЕ ГРАВИТАЦИОННЫЕ ВОЛНЫ

Решим конкретную задачу об источниках гравитационных волн и движении пробных частиц, ограничиваясь рассмотрением указанных в § 5 рекуррентных многообразий типа  $\mathcal{N}$  по Петрову, группа голономии которых двумерна. Согласно результатам § 5, они допускают поле абсолютно параллельного изотропного вектора  $l^i$ , и так как  $R=0$ , то из уравнений поля  $R_{ij} = \frac{8\pi G}{c^4} T_{ij}$ , где  $G$  — гравитационная постоянная,  $c$  — скорость света,  $T_{ij}$  — тензор энергии-импульса, с учетом структуры строения тензора Риччи рассматриваемых многообразий получим, что  $T_{ij} = \sigma l^i l_j$  [64]. Это означает, что  $T_{ij}$  суть тензор энергии-импульса для изотропного электромагнитного излучения, порождающего гравитационные волны. Из уравнений Эйнштейна—Максвелла для метрики (5.5), описывающей рассматриваемые гравитационные

поля ( $f=g_2=g_3=0$ ,  $g_4=g_4(x^2, x^3, x^4)$ ), следует, что гравитационные волны имеют тот же двумерный фронт, что и электромагнитная волна.

Рассмотрим тот случай, когда источником служит плоское монохроматическое электромагнитное излучение.

После преобразования координат  $x^1 = \frac{1}{\sqrt{2}}(ct + x)$ ,  $x^2 = y$ ,  $x^3 = z$ ,  $x^4 = \frac{1}{\sqrt{2}}(ct - x)$ , когда метрика примет вид:

$$ds^2 = \left(-1 + \frac{1}{c^2} \Phi\right) dx^2 - dy^2 - dz^2 - \frac{2}{c} \Phi dx dt + \left(1 + \frac{1}{c^2} \Phi\right) c^2 dt^2 \quad (6.1)$$

уравнения поля Эйнштейна для  $\Phi(y, z, ct - x)$  сводятся лишь к одному уравнению:

$$\Delta \Phi = \frac{8\pi G}{c^2} \varepsilon T(u), \quad (6.2)$$

где  $T(u) = \frac{1}{4\pi} (\alpha^2 \cos^2 u + 2\gamma \sin 2u + \beta^2 \sin^2 u)$  — единственная существенная компонента тензора энергии-импульса  $T_{ik}$ ,  $u = \frac{\omega}{c}(ct - x)$ ,  $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$ ,  $\varepsilon = 1$  для области с источником,  $\varepsilon = 0$  — вне источника,  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$  — const,  $\omega$  — частота электромагнитных волн.

Из (6.2) видно, что гравитационная волна, как и электромагнитная, распространяется вдоль оси  $x$  в сторону ее положительного направления с фундаментальной скоростью  $c$  [76]. Следовательно, электромагнитное излучение можно задать в виде бесконечного цилиндрического пучка с направляющей осью вдоль оси  $x$ . Сечение пучка  $x = \text{const}$ ,  $t = \text{const}$  есть некоторая область  $\mathcal{D}$  плоскости  $\{y, z\}$ , которую мы выберем в виде круга радиуса  $a$ .

Решим внутреннюю и внешнюю задачи Дирихле в плоскости  $\{y, z\}$  с граничным условием на  $\Gamma$ .

Целесообразно ввести полярные координаты  $y = \rho \cos \theta$ ,  $z = \rho \sin \theta$  и обозначить  $\Phi(\rho \cos \theta, \rho \sin \theta, ct - x) = \Phi^*(\rho, \theta, ct - x)$ . Функция  $\Phi^*$ , как функция  $\rho$  и  $\theta$ , должна удовлетворять уравнениям (6.2):

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \left( \rho \frac{\partial \Phi^*}{\partial \rho} \right) + \frac{1}{\rho^2} \frac{\partial^2 \Phi^*}{\partial \theta^2} = \begin{cases} \frac{8\pi G}{c^2} T(u), & \rho < a, \\ 0, & \rho > a \end{cases} \quad (6.3)$$

с граничным условием:  $\Phi^*(\rho, \theta, ct - x)|_{\rho=a} = f(\theta, ct - x)$ .

Решение ищем в виде  $\Phi^* = U + W$ , где  $U$  — логарифмический

потенциал:

$$U(y, z, ct-x) = \frac{4\pi G}{c^2} T(u) \iint_{\mathcal{D}} \ln V \sqrt{(y-\eta)^2 + (z-\xi)^2} d\eta d\xi,$$

а  $W(\rho, \theta, ct-x)$  — потенциал двойного слоя.

Решение внутренней и внешней краевых задач выражается через интеграл Пуассона следующим образом:

$$\Phi^* = \begin{cases} \frac{4\pi G}{c^2} T(u) a^2 \ln \frac{\rho}{a} + \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{(\rho^2 - a^2) f(\varphi, ct-x)}{\rho^2 + a^2 - 2a\rho \cos(\theta - \varphi)} d\varphi, & \rho > a, \\ \frac{2\pi G}{c^2} T(u) (\rho^2 - a^2) + \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{(a^2 - \rho^2) f(\varphi, ct-x)}{\rho^2 + a^2 - 2a\rho \cos(\theta - \varphi)} d\varphi, & \rho < a, \\ f(\theta, ct-x), & \rho = a. \end{cases}$$

В частном случае, когда функция  $f$  зависит лишь от аргумента  $(ct-x)$ :  $f = f^*(u)$ ,  $u = \frac{\omega}{c}(ct-x)$ , имеем:

$$\Phi(y, z, ct-x) = \begin{cases} \frac{4\pi G}{c^2} T(u) a^2 \ln \frac{\sqrt{y^2 + z^2}}{a} + f^*(u), & \rho \geq a, \\ \frac{2\pi G}{c^2} T(u) (y^2 + z^2 - a^2) + f^*(u), & \rho \leq a. \end{cases} \quad (6.4)$$

Видим, что решение непрерывным образом сшивается на границе области. Что можно сказать о производных? Пусть  $n$  — внешняя нормаль к цилиндру. Тогда

$$\frac{\partial \Phi}{\partial n} = \begin{cases} \frac{4\pi G a^2}{c^2 \rho} T(u), & \rho > a, \\ \frac{4\pi G \rho}{c^2} T(u), & \rho < a. \end{cases}$$

Следовательно, имеем:

$$\left. \frac{\partial \Phi}{\partial n} \right|_{\rho=a} = \frac{4\pi G a}{c^2} T(u).$$

Тем самым показано, что нормальные производные непрерывны на границе области. Этот факт говорит об отсутствии ударных гравитационных волн.

Заметив, что  $T(u)$  в подробной записи имеет вид:

$$T(u) = \frac{1}{8\pi} \left( \alpha^2 + \beta^2 + (\alpha^2 - \beta^2) \cos \frac{2\omega}{c}(ct-x) + 4\gamma \sin \frac{2\omega}{c}(ct-x) \right),$$

из (6.4) при соответствующем выборе функции  $f^*$  и постоянных  $\alpha, \beta, \gamma$  следует вывод о возможности существования гравитационных волн, частота которых равна удвоенной частоте электромагнитных волн, являющихся источником для переменного гравитационного поля.

## ЛИТЕРАТУРА

1. *Абдуллин В. Н.*, Симметрические римановы пространства  $V_4$ . Изв. вуз. Математика, 1971, № 2, 3—12 (РЖМат, 1971, 6А773)
2. *Алексеевский Д. В.*, Группы голономии и рекуррентные тензорные поля в лоренцевых пространствах. В сб. «Пробл. теории гравитации и элементарн. частиц». Вып. 5. М., Атомиздат, 1974, 5—17 (РЖМат, 1975, 3А740)
3. *Астраханцев В. В.*, Псевдоримановы симметрические пространства с коммутативной группой голономии. Мат. сб., 1973, 90, № 2, 288—305 (РЖМат, 1973, 7А689)
4. *Гаврилов С. П.*, Римановы пространства с одnoreкуррентным бивектором. Часть 2. В сб. «Гравитация и теория относительн.» Вып. 10—11. Казань, Казанск. ун-т, 1975 (1976), 158—171 (РЖМат, 1977, 11А648)
5. *Григорьева Л. Б., Захаров В. Д.*, Пространства рекуррентной кривизны в ОТО. Докл. АН СССР, 1972, 207, № 4, (РЖФиз, 1973, 4Б149)
6. *Захаров В. Д.*, Гравитационные волны в теории тяготения Эйнштейна. М., Наука, 1972, 200 с. (РЖМат, 1972, 7А595К)
7. *Кайгородов В. Р.*, Не конформно плоские релятивистские пространства рекуррентной кривизны. В сб. «Гравитация и теория относительн.», Вып. 8. Казань, Казанск. ун-т, 1971, 109—115 (РЖМат, 1972, 7А598)
8. —, О два-симметрических и два-рекуррентных полях тяготения. Препринт ин-та теор. физ. АН УССР, 1972, 72—46Р, 24 с.
9. —, О кривизне  $s$ -рекуррентных и квазисимметрических римановых многообразий. Докл. АН СССР, 1973, 212, № 4, 796—799 (РЖМат, 1974, 2А652)
10. —, Римановы пространства  $\mathcal{D}_n^*$ . Структура кривизны пространств типа А. Изв. вуз. Математика, 1974, № 5, 117—127 (РЖМат, 1975, 1А807)
11. —, Структура кривизны  $\mathcal{D}_n^*$ -пространств типа В. Изв. вуз. Математика, 1975, № 1, 104—107 (РЖМат, 1975, 9А529)
12. —, Римановы пространства  $\mathcal{D}_n^*$ . Рекуррентность второго порядка. Изв. вуз. Математика, 1975, № 2, 112—115 (РЖМат, 1975, 10А564)
13. —, Рекуррентные многообразия и их приложения в теории групп голономии. Всес. науч. конф. по неевклид. геометрии. «150 лет геометрии Лобачевского». Казань, 1976. М., 1977, 133—141 (РЖМат, 1978, 7А901)
14. —, Полусимметрические лоренцевы пространства с совершенной группой голономии. В сб. «Гравитация и теория относит.» Вып. 14—15. Казань, Казанск. ун-т, 1978, 113—120 (РЖМат, 1979, 2А569)
15. —, О полях тяготения с рекуррентной комплексно-конформной кривизной. В сб. «Гравитация и теория относит.» Вып. 14—15. Казань, Казанск. ун-т, 1978, 180—185 (РЖМат, 1979, 2А647)
16. —, *Пестов А. Б.*, Постоянное векторное поле в пространствах Эйнштейна. В сб. «Гравитация и теория относительн.» Вып. 6. Казань, Казанск. ун-т, 1969, 46—51 (РЖМат, 1970, 9А561)
17. *Картан Э.*, Геометрия групп Ли и симметрические пространства. М., ИИЛ, 1949, 248 с.
18. *Лихнерович А.* Теория связности в целом и группы голономий. М., ИИЛ, 1960, 216 с. (РЖМат, 1961, 5А538К)
19. *Петров А. З.*, Новые методы в общей теории относительности. М., Наука, 1966, 490 с.
20. *Широков П. А.*, Постоянные поля векторов и тензоров 2-го порядка в римановых пространствах. Изв. ф.-м. общ-ва при КГУ (серия 2), 1925, XXV, 86—114
21. —, Симметрические конформно-евклидовы пространства. Изв. ф.-м. общ-ва при КГУ (серия 3), 1938, XI, 9—27
22. —, Симметрические пространства первого класса. В сб. «Избранные работы по геометрии». Казань, Казанск. ун-т, 1966, 366—383
23. *Яно К., Бохнер С.*, Кривизна и числа Бетти. М., ИИЛ, 1957, 152 с. (РЖМат, 1957, 8927К)

24. *Adati T., Miyasawa T.*, On conformally symmetric spaces. Tensor, 1967, 18, № 3, 335—342 (PЖMar, 1968, 9A465)
25. —, —, On a Riemannian space with recurrent conformal curvature. Tensor, 1967, 18, № 3, 348—354 (PЖMar, 1968, 9A466)
26. —, *Yamaguchi S.*, On some transformations in Riemannian recurrent spaces. Tru math., 1967, 3, 8—12 (PЖMar, 1968, 12A516)
27. *Ahuja L. R., Behari R.*, H-projective-symmetric and recurrent Kähler spaces. Tensor, 1972, 26, № 1, 102—104 (PЖMar, 1974, 1A678)
28. *Cahen M., McLenaghan R.*, Métriques des espaces lorentziens symétriques à quatre dimensions. C. r. Acad. sci., 1968, 266, № 22, A1125—A1128 (PЖMar, 1969, 1A643)
29. *Chaki M. C.*, On conformally recurrent Kähler spaces. Tensor, 1972, 25, № 2, 179—182 (PЖMar, 1974, 1A679)
30. —, *Chowdhury Roy A. N.*, An conformally recurrent spaces of second order. J. Austral. Math. Soc., 1969, 10, № 1—2, 155—161 (PЖMar, 1970, 3A821)
31. *Chowdhury Roy A. N.*, Some theorems on recurrent spaces of second order. Bull. Acad. polon. sci. Sér. sci. math., astron., et phys., 1967, 15, № 3, 171—176 (PЖMar, 1967, 12A588)
32. —, On recurrent spaces of second order. Bull. Acad. polon. sci. Sér. sci. math., astron. et phys., 1968, 16, № 12, 955—959 (PЖMar, 1969, 7A537)
33. *Cochina A.*, Spatii cu conexinne afină cu tensor de curbură recurrent. Stud. si. cerc. mat., 1971, 23, № 8, 1187—1191 (PЖMar, 1972, 3A693)
34. *Datta D. K.*, Some theorems on symmetric recurrent tensors of the second order. Tensor, 1964, 15, № 1, 61—65 (PЖMar, 1965, 10A406)
35. —, Notes on Ricci-recurrent spaces. Rend. circ. mat. Palermo, 1965, 14, № 3, 281—286 (PЖMar, 1967, 12A589)
36. —, On the recurrence covector. Rev. roum. math. pures et appl., 1972, 17, № 2, 229—235 (PЖMar, 1972, 12A545)
37. *Enghis P.*, Sur les espaces  $V_n$  récurrents et ricci récurrents. Stud. Univ. Bades-Bolyai. Ser. math.-mech., 1972, 17, № 1, 3—6 (PЖMar, 1972, 9A555)
38. *Glodek E.*, On Riemannian conformally symmetric spaces admitting projective collineations. Colloq. Math., 1972, 26, 123—128 (PЖMar, 1973, 5A704)
39. —, *Roter W.*, On torse-forming vector fields in Ricci-recurrent and second order recurrent spaces. Fasc. math., 1969, № 4, 15—24 (PЖMar, 1971, 8A520)
40. *Gupta B.*, On projective-symmetric spaces. J. Austral. Math. Soc., 1964, 4, № 1, 113—121 (PЖMar, 1964, 9A428)
41. *Hlavaty V.*, Rigid motion in a Riemannian space  $V_n$ . I. A recurrent  $V_n$ . Rend. Circolo. mat. Palermo, 1960, 2, № 9, 51—77 (PЖMar, 1962, 1A408)
42. *Kumar G. R.*, On recurrent spaces of second order. Bull. cl. sci. Acad. roy. Belg., 1972, 58, № 4, 481—492 (PЖMar, 1973, 5A699)
43. *Kumar R. A.*, On generalised 2-recurrent tensors in Riemannian spaces. Bull. cl. sci. Acad. roy. Belg., 1972, 58, № 2, 220—228 (PЖMar, 1973, 3A694)
44. *Lal K. B., Singh S. S.*, On Kählerian spaces with recurrent Bochner curvature. Atti Accad. naz. Lincei. Rend. Cl. sci. fis., mat. e natur., 1971, 51, № 3—4, 213—220 (PЖMar, 1972, 11A537)
45. *Liang You-dong*, Characterizations of certain  $K^*$ -space. Chinese Math., 1967, 9, № 3, 383—389 (PЖMar, 1969, 5A527)
46. *Lichnerowicz A.*, Courbure, nombres de Betti et espaces symmetriques. Proc. Int. Cong. Math., 1952, 2, 216—233
47. *Marziale M. L.*, Caratteristica di Eulero—Poincare delle varieta ricorrenty. Rend. math., 1971, 4, № 2, 295—301 (PЖMar, 1972, 4A806)
48. *Mathur S. B.*, On recurrent spaces. Proc. Nat. Inst. Sci. India, 1968, A34, № 1, 40—49 (PЖMar, 1969, 6A445)
49. *Matsumoto M.*, On Riemannian spaces with recurrent projective curvature. Tensor, 1968, 19, № 1, 11—18 (PЖMar, 1968, 10A483)

50. —, On  $h$ -isotropic and  $C^h$ -recurrent Finsler spaces. J. Math. Kyoto Univ., 1971, 11, № 1, 1—9 (PЖMar, 1972, 1A1081)
51. *McLenaghan R. G., Leroy J.*, Complex recurrent space-times. Proc. Roy. Soc., London, 1972, A327, № 1569, 229—249 (PЖФиз, 1972, 8B116)
52. —, *Thompson A. H.*, Second order recurrent space-times in general relativity. Lett. Nuovo. Cinc., 1972, 5, № 7, 563—564 (PЖФиз, 1973, 3B183)
53. *Mishra R. S., Pokhariyal G. P.*, Curvature tensors in Riemannian manifold. Indian. J. Pure and Appl. Math., 1971, 2, № 3, 529—532 (PЖMar, 1972, 2A904)
54. *Misra R. B.*, A symmetric Finsler space. Tensor, 1972, 24, 346—350 (PЖMar, 1974, 2A638)
55. *Miyasawa T.*, On conformal transformations of Riemannian spaces with recurrent conformal curvature. Tru Math., 1967, 3, 19—24 (PЖMar, 1968, 12A517)
56. *Mogi J.*, A remark on recurrent curvature spaces. Kodai Math. Sem. Rep., 1950
57. *Moor A.*, Räume von zweifach rekurrenter Krümmung. Publ. math., 1971, 18, № 1—4, 165—169 (PЖMar, 1973, 6A762)
58. —, Untersuchungen in Räumen mit rekurrenter Krümmung. J. Reine und angew. Math., 1958, 199, № 1—2, 91—99 (PЖMar, 1961, 1A461)
59. —, Über Finsleräume von zweifach rekurrenter Krümmung. Acta math. Acad. sci. hung., 1972, 22, № 3—4, 453—465 (PЖMar, 1972, 12A525)
60. —, Über die Konstruktion von metrisch-affinen Räumen von rekurrenter Krümmung. Colloq. math., 1972, 26, 109—113 (PЖMar, 1973, 7A688)
61. *Nagaraj M.*, On some conformal properties of recurrent Riemannian spaces. Tensor, 1968, 19, № 1, 19—26 (PЖMar, 1969, 1A615)
62. *Navez J.*, Riemannian spaces with second order recurrent tensor of conformal curvature. Bull. Soc. roy. sci. Liege, 1971, 40, № 3—4, 110—115 (PЖMar, 1972, 1A1097)
63. *Nomizu K.*, On hypersurfaces satisfying a certain condition on the curvature tensors. Tôhoku Math. J., 1968, 20, № 1, 46—59 (PЖMar, 1969, 2A693)
64. *Öktem F.*, Are the neutrinos an aspect of Riemannian geometry. Nuovo Cim., 1971, A1, № 1, 38—48 (PЖФиз, 1971, 7B147)
65. *Prakash N.*, Some remarks on recurrent and Ricci-recurrent spaces. Ganita, 1961, 12, № 2, 105—114 (PЖMar, 1966, 10A413)
66. *Prasad B. N.*, On a Kählerian space with recurrent Bochner curvature tensor. Atti Acad. naz. Lincei. Rend. Cl. sci. fis., mat. e natur., 1972 (1973), 53, № 1—2, 87—93 (PЖMar, 1974, 3A527)
67. *Prvanovitch M.*, Projective and conformal transformations in recurrent and Ricci-recurrent Riemannian spaces. Tensor, 1962, 12, № 3, 219—226 (PЖMar, 1963, 10A363)
68. —, Poludekomponovani rekurentni rimanovi prostori. Годишн. Филоз. фак. Новом саду, 1968, 11, № 2, 717—720 (PЖMar, 1970, 6A552)
69. *Roter W.*, Some remarks on second order recurrent spaces. Bull. Acad. polon. sci. Sér. sci. math., astron. et phys., 1964, 12, № 4, 207—211 (PЖMar, 1965, 1A408)
70. —, A note on second order recurrent spaces. Bull. Acad. polon. sci. Sér. sci. math. astron. et phys., 1964, 12, № 10, 621—626 (PЖMar, 1965, 12A544)
71. —, On conformally symmetric 2-Ricci-recurrent spaces. Colloq. Math., 1972, 26, № 1, 116—122 (PЖMar, 1973, 5A703)
72. —, Some remarks on infinitesimal projective transformations in recurrent and Ricci-recurrent spaces. Colloq. math., 1966, 15, № 1, 121—127 (PЖMar, 1967, 1A437)
73. *Ruse H. S.*, On simply harmonic spaces. Journ. Lond. Math. Soc., 1946, 21, part 4
74. —, Three-dimensional spaces of recurrent curvature. Proc. Lond. Math. Soc. (ser. 2), 1949, 50, part 6

75. —, On simply harmonic «kappa-spaces» of four dimensions. Proc. Lond. Math. Soc. (ser. 2), 1948, 50, 317—329
76. *Sciama D. W.*, Recurrent radiation in general relativity. Proc. Cambridge Philos. Soc., 1961, 57, № 2, 436—439 (PЖMat, 1961, 11A408)
77. *Sen R. N.*, Finsler spaces of recurrent curvature. Tensor, 1968, 19, № 3, 291—299 (PЖMat, 1969, 4A563)
78. *Singh S. P.*, A special Kawaguchi space of recurrent curvature tensor field of second order. Tensor, 1972, 23, № 2, 174—178 (PЖMat, 1972, 12A530)
79. *Söler F.*, Sur les variétés recurrentes conformement planes. C. r. Acad. sci., 1973, 277, № 13, A601—A603 (PЖMat, 1974, 5A741)
80. *Takano K.*, Decomposition of curvature tensor in a recurrent space. Tensor, 1967, 18, № 3, 343—347 (PЖMat, 1968, 9A474)
81. —, On a space with bi-recurrent curvature. Tensor, 1971, 22, № 3, 329—332 (PЖMat, 1972, 3A692)
82. —, Some remarks on the affine motion in a space with recurrent curvature. Tensor, 1962, 12, № 1, 84—89 (PЖMat, 1965, 1A411)
83. —, On the existence of affine motion in a space with recurrent curvature. I. Tensor, 1966, 17, № 1, 68—73 (PЖMat, 1967, 4A503)
84. —, On the existence of affine motion in a space with recurrent curvature. II. Tensor, 1966, 17, № 2, 212—216 (PЖMat, 1967, 4A504)
85. *Takeo H.*, On the  $n$ -recurrency of spherical symmetric space-times. I. Res. Inst. Theor. Phys. Hiroshima Univ., 1970, № RRK-5 (PЖФиз, 1971, 1B155)
86. —, On the  $n$ -recurrency of spherical symmetric space-times. II. Res. Inst. Theor. Phys. Hiroshima Univ., 1970, № RRK-6 (PЖФиз, 1971, 1B156)
87. —, On the  $n$ -recurrency of spherical symmetric space-times. III. Res. Inst. Theor. Phys. Hiroshima Univ., 1970, № RRK-9 (PЖФиз, 1971, 6B131)
88. —, On the  $n$ -recurrency  $H$ -space in general relativity. Res. Inst. Theor. Phys. Hiroshima Univ., 1970, № RRK-11 (PЖФиз, 1971, 6B132)
89. —, On  $n$ -recurrent  $H$  space-times. Tensor, 1971, 22, № 3, 374—378 (PЖФиз, 1972, 2B204)
90. —, On the recurrency of the space-times  $V$ . Res. Inst. Theor. Phys. Hiroshima Univ., 1973, № RRK-3 (PЖФиз, 1973, 7B139)
91. *Thompson A. H.*, On conformally flat 2-recurrent Riemannian spaces. Quart. J. Math., 1969, 20, № 80, 505—510 (PЖMat, 1970, 7A678)
92. —, On second order recurrent space-times. I. Bull. Acad. polon. sci. Sér. sci. math. astron. et phys., 1968, 16, № 2, 121—124 (PЖMat, 1969, 1A617)
93. —, On second order recurrent space-times. II. Bull. Acad. polon. sci. Sér. sci. math., astron. et phys., 1969, 17, № 10, 661—670 (PЖMat, 1970, 6A579)
95. —, On riemannian spaces of second-order recurrent curvature. Bull. Acad. polon. sci. Sér. sci. math., astron. et phys., 1970, 18, № 6, 335—340 (PЖMat, 1971, 1A633)
95. *Vrânceanu G. G.*, Asupra spațiilor cu tensor de curbură recurrent. Stud. sci. cerc. mat., 1970, 22, № 6, 947—953 (PЖMat, 1971, 3A585)
96. *Walker A. G.*, On Ruse's spaces of recurrent curvature. Proc. Lond. Math. Soc., 1950, 51, 36—64
97. —, Symmetric harmonic spaces. Journ. Lond. Math. Soc., 1946, 21, № 81