

Г.А. ТОЛСТИХИНА, А.М. ШЕЛЕХОВ

О СТРУКТУРНЫХ УРАВНЕНИЯХ ТРИ-ТКАНИ, ОПРЕДЕЛЯЕМОЙ СЕРДЦЕВИНОЙ ЛЕВОЙ ТРИ-ТКАНИ БОЛА

Аннотация. Решается проблема, поставленная М.А. Аквисом в 1976 году: по заданным структурным уравнениям три-ткани Бола найти структурные уравнения три-ткани, определяемой ее сердцевинной.

Ключевые слова: три-ткань Бола, сердцевина ткани Бола.

УДК: 514.763

Данная работа продолжает исследования авторов по теории многомерных три-тканей Бола, заданных на $2r$ -мерном дифференцируемом многообразии \mathcal{M} тремя гладкими слоениями λ_1 , λ_2 и λ_3 коразмерности r [1]–[4]. Ткани Бола (левые B_l , правые B_r и средние B_m) характеризуются тем, что на них замыкаются все достаточно малые соответствующие конфигурации (фигуры) Бола ([5], с. 46).

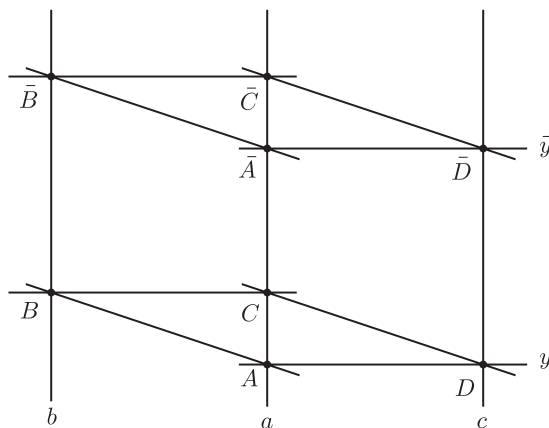


Рис.

На рисунке изображена левая конфигурация Бола, которая получается следующим образом. Пусть a и b — два произвольных достаточно близких вертикальных слоя ткани, y — произвольный горизонтальный слой (на рис. слои первого, второго и третьего слоений ткани изображаются вертикальными, горизонтальными и наклонными линиями соответственно). Слой y пересекает слой a в точке A . Через A проходит единственный наклонный слой, который пересекает слой b в точке B . Проходящий через B горизонтальный слой пересекает вертикальный слой a в точке C ; через нее проходит единственный наклонный слой,

который пересекает слой y в точке D . Аналогичное построение для другого горизонтального слоя \bar{y} приводит к точкам \bar{A} , \bar{B} , \bar{C} и \bar{D} . На произвольной ткани вертикальный слой, проходящий через точку \bar{D} , не проходит через точку D . Если же проходит, то говорят, что на ткани замыкается левая конфигурация Бола.

Замыкание всех достаточно малых левых фигур Бола означает, что положение слоя c не зависит от выбора горизонтального слоя y , а зависит только от слоев a и b . Следовательно, на первом (вертикальном) слоении левой ткани Бола возникает бинарная операция $c = a * b$, которая является гладкой локальной квазигруппой и называется сердцевинной левой ткани Бола. Сердцевина $c = a * b$ три-ткани B_l определяет на базе X первого слоения ткани семейство гладких функций S_a таких, что $S_a(b) = a * b$ для любых $a \in X$ и $b \in U_a \subset X$, где U_a — достаточно малая окрестность точки a . Функции S_a являются локальными симметриями и определяют на многообразии $\{X, S_a\}$ структуру локально симметрического пространства. В связи с этим, в частности, ткани Бола и гладкие лупы Бола являются предметом пристального изучения (например, обзор [6]).

Известно [7], что сердцевина является идемпотентой ($a * a = a$), левообратимой ($a * (a * b) = b$) и леводистрибутивной ($a * (b * c) = (a * b) * (a * c)$). Из этих свойств вытекает, что сердцевина изотопна некоторой левой лупе Бола. Следовательно, она (сердцевина) определяет, как координатная квазигруппа, левую три-ткань Бола, которую обозначаем CB_l . В [4] показано, что переход от ткани CB_l к ткани CCB_l не дает ничего нового, так как ткани CB_l и CCB_l эквивалентны.

Согласно [8] сердцевина три-ткани B_l не изотопна координатной квазигруппе этой ткани, т. е. ткани B_l и CB_l , вообще говоря, не эквивалентны. В связи с этим возникает задача, на которую обратил наше внимание М.А. Акивис (1976 г.): исходя из структурных уравнений ткани B_l , найти структурные уравнения три-ткани CB_l . В данной работе решаем эту задачу при допущении, что известны уравнения исходной ткани B_l в локальных координатах (см. теорему). Полученный результат проиллюстрирован на примере.

1. Рассмотрим три-ткань W , образованную на вещественном гладком многообразии M размерности $2r$ тремя гладкими слоениями λ_α ($\alpha = 1, 2, 3$) размерности r . Обозначим базу слоения λ_α через X_α , где X_α — некоторая область в \mathcal{R}^r . На многообразии M три-ткань определяет локальную гладкую трехбазисную квазигруппу $f : \lambda_1 \times \lambda_2 \rightarrow \lambda_3$, которая паре слоев из первых двух слоений, пересекающихся в точке p , ставит в соответствие слой третьего слоения, проходящий через p . Функция f называется функцией ткани, определяемая ею квазигруппа — координатной квазигруппой этой ткани, а соответствующее уравнение

$$z = f(x, y) \equiv x \cdot y, \quad x \in \lambda_1, \quad y \in \lambda_2, \quad z \in \lambda_3, \quad (1)$$

называется уравнением ткани.

Всегда можно считать, что уравнение (1) записано в локальных координатах, т. е. $x \in X_1$, $y \in X_2$, $z \in X_3$. Ясно, что в области действия этих координат многообразии M естественным образом отождествляется с прямым произведением $X_\alpha \times X_\beta$. Например, введя на M локальные координаты (x, y) , полагаем (локально!) $M \sim X_1 \times X_2$, причем слоения ткани W будут задаваться уравнениями $x = \text{const}$, $y = \text{const}$ и $z = f(x, y) = \text{const}$.

Так как слои ткани по определению трансверсальны, то функция f удовлетворяет условиям $|\frac{\partial f}{\partial x}| \neq 0$, $|\frac{\partial f}{\partial y}| \neq 0$ в каждой точке области определения.

Уравнение ткани (1) определено с точностью до замены параметров вида

$$\tilde{x} = \alpha(x), \quad \tilde{y} = \beta(y), \quad \tilde{z} = \gamma(z),$$

где α, β, γ — локальные диффеоморфизмы. Тройка (α, β, γ) называется изотопическим преобразованием или изотопией. Этим преобразованием уравнение (1) приводится к виду

$$\tilde{z} = \tilde{f}(\tilde{x}, \tilde{y}) = \gamma \circ f(\alpha^{-1}(\tilde{x}), \beta^{-1}(\tilde{y})).$$

Можно считать также, что последнее уравнение задает другую три-ткань \widetilde{W} , эквивалентную три-ткани W ([5], с. 11).

Пусть теперь W — левая три-ткань Бола B_l , т. е. на ней замыкаются левые фигуры Бола, изображенные на рисунке. В силу определения функции f замыканию конфигурации B_l (см. рис.) соответствует равенство

$$f(a, f^{-1}(b, f(a, y))) = f(c, y). \quad (2)$$

Как обычно, через f^{-1} и ${}^{-1}f$ обозначены правая и левая обратные к f операции: если $z = f(x, y)$, то $y = f^{-1}(x, z)$ и $x = {}^{-1}f(z, y)$. С другой стороны, как было сказано выше, замыкание конфигурации B_l означает, что положение слоя c не зависит от выбора y . Следовательно, уравнение (2) задает сердцевину $c = a * b$ три-ткани B_l .

Согласно ([5], с. 57) слоения ткани можно параметризовать так, что ее координатная квазигруппа f станет лупой. Пусть f — лупа с единицей e . Положим в уравнении (2) $y = e$. Тогда $f(e, y) = y$ и уравнение (2) сердцевины примет вид

$$c = f(a, f^{-1}(b, a)) = F(a, b) \equiv a * b. \quad (3)$$

Замечание 1. Положив $y = e$, отождествили параметры вертикальных и наклонных слоев ткани, пересекающихся на горизонтальном слое $y = e$ ([5], с. 57). Поэтому $X_1 \equiv X_3$, $f : X_1 \times X_2 \rightarrow X_1$ и можно считать, что ткань W задана на многообразии $X_1 \times X_1$.

2. Согласно ([5], с. 12) базисные дифференциальные формы ω_1^i и ω_2^i на \mathcal{M} (здесь и далее $i, j, k, \dots = \overline{1, r}$) можно выбрать так, что слоения три-ткани W будут задаваться уравнениями

$$\lambda_1 : \omega_1^i = 0, \quad \lambda_2 : \omega_2^i = 0, \quad \lambda_3 : \omega_3^i \stackrel{\text{def}}{=} \omega_1^i + \omega_2^i = 0. \quad (4)$$

При этом формы ω_1^i и ω_2^i удовлетворяют следующим структурным уравнениям:

$$\begin{aligned} d\omega_1^i &= \omega_1^j \wedge \omega_1^i + a_{jk}^i \omega_1^j \wedge \omega_1^k, & d\omega_2^i &= \omega_2^j \wedge \omega_2^i - a_{jk}^i \omega_2^j \wedge \omega_2^k, \\ d\omega_j^i &= \omega_j^k \wedge \omega_k^i + b_{jkl}^i \omega_1^k \wedge \omega_2^l. \end{aligned} \quad (5)$$

Величины a_{jk}^i и b_{jkl}^i являются тензорами и называются тензором кручения и тензором кривизны три-ткани W соответственно.

Согласно ([5], с. 97) ткани B_l характеризуются тензорным условием $b_{(jk)l}^i = 0$ (как обычно, по индексам, стоящим в круглых скобках, проводится симметрирование, по индексам в квадратных скобках — альтернирование). Пользуясь последним соотношением и обозначая

$$\tilde{\omega}_j^i = \omega_j^i + a_{jk}^i \omega_1^k, \quad (6)$$

приведем уравнения (5) к виду [5]

$$\begin{aligned} d\omega_1^i &= \omega_1^j \wedge \tilde{\omega}_j^i, & d\omega_2^i &= \omega_2^j \wedge \tilde{\omega}_j^i - a_{jk}^i \omega_2^j \wedge \omega_3^k, \\ d\tilde{\omega}_j^i &= \tilde{\omega}_j^k \wedge \tilde{\omega}_k^i + \tilde{R}_{jkl}^i \omega_1^k \wedge \omega_1^l. \end{aligned} \quad (7)$$

Как видно из (7), формы $\{\omega_1^i, \tilde{\omega}_j^i\}$ определяют аффинную связность (обозначается $\tilde{\Gamma}$) на базе первого слоения ткани B_l . Тензор кривизны этой связности

$$\tilde{R}_{jkl}^i = \frac{1}{4}(b_{klj}^i - 2a_{mj}^i a_{kl}^m) \quad (8)$$

является ковариантно постоянным в связности $\tilde{\Gamma}$, т. е. $\tilde{\nabla} \tilde{R}_{jkl}^i = 0$, где символ $\tilde{\nabla}$, как обычно, обозначает ковариантный дифференциал относительно связности $\tilde{\Gamma}$. Таким образом, связность $\tilde{\Gamma}$ есть каноническая связность локально симметрической структуры, определенной на многообразии X первой и третьей сериями уравнений (7). Согласно [7] тензоры кручения и кривизны левой ткани Бола удовлетворяют дифференциальным уравнениям

$$\begin{aligned} \tilde{\nabla} a_{jk}^i &\equiv da_{jk}^i - a_{mk}^i \tilde{\omega}_j^m - a_{jm}^i \tilde{\omega}_k^m + a_{jk}^m \tilde{\omega}_m^i = \frac{1}{2} b_{jkl}^i (\omega_3^l + \omega_2^l), \\ \tilde{\nabla} b_{jkl}^i &\equiv db_{jkl}^i - b_{mkl}^i \tilde{\omega}_j^m - b_{jml}^i \tilde{\omega}_k^m - b_{jkm}^i \tilde{\omega}_l^m + b_{jkl}^m \tilde{\omega}_m^i = (a_{pl}^i b_{jkm}^p + a_{jk}^p b_{plm}^i) (\omega_3^m + \omega_2^m). \end{aligned}$$

Кроме того, их компоненты связаны соотношениями

$$a_{pl}^i b_{jkm}^p - a_{pm}^i b_{jkl}^p + b_{plm}^i a_{jk}^p - b_{pml}^i a_{jk}^p + b_{jkp}^i a_{lm}^p = 0.$$

3. Рассмотрим левую три-ткань Бола CB_l , для которой сердцевина (3) является координатной квазигруппой. Так как $F : X_1 \times X_1 \rightarrow X_1$, то слоения этой ткани задаются уравнениями

$$a = \text{const}, \quad b = \text{const}, \quad c = F(a, b) = \text{const}$$

на многообразии $X_1 \times \tilde{X}_2$, где $\tilde{X}_2 = \text{id}(X_1)$, а id — естественное вложение, полученное отождествлением координат. Поэтому можно считать, что ткань CB_l задана на многообразии $X_1 \times X_1$. В силу замечания 1 получаем, что ткани B_l и CB_l заданы на одном и том же многообразии.

Переобозначив переменные, перепишем уравнения (3) в виде

$$z = f(x, y) = F(x, \bar{x}), \quad (9)$$

где переменные связаны соотношением $y = f^{-1}(\bar{x}, x)$ или

$$x = f(\bar{x}, y). \quad (10)$$

Как видно из уравнений (9), у тканей B_l и CB_l первые слоения ($x = \text{const}$) и третьи слоения ($z = \text{const}$) совпадают. Найдем, как связаны соответствующие дифференциальные формы, определяющие эти слоения.

Прежде всего заметим, что так как ткань CB_l является левой тканью Бола, то ее структурные уравнения имеют вид, аналогичный (7),

$$\begin{aligned} d\bar{\omega}_1^i &= \bar{\omega}_1^j \wedge \bar{\omega}_j^i, \\ d\bar{\omega}_2^i &= \bar{\omega}_2^j \wedge \bar{\omega}_j^i - \bar{a}_{jk}^i \bar{\omega}_2^j \wedge \bar{\omega}_3^k, \\ d\bar{\omega}_j^i &= \bar{\omega}_j^k \wedge \bar{\omega}_k^i + \bar{R}_{jkl}^i \bar{\omega}_1^k \wedge \bar{\omega}_1^l, \end{aligned} \quad (11)$$

где, как и выше, $\bar{\omega}_3^k = \bar{\omega}_1^k + \bar{\omega}_2^k$, \bar{a}_{jk}^i — тензор кручения ткани CB_l , а \bar{R}_{jkl}^i — ее тензор кривизны.

Согласно [3] три-ткань B_l и соответствующая ей ткань CB_l имеют одну и ту же сердцевину, определенную на X . Следовательно, они индуцируют на X одну и ту же локально симметрическую связность $\tilde{\Gamma}$. Эта связность определяется на ткани B_l формами $\{\omega_1^i, \tilde{\omega}_j^i\}$, которые удовлетворяют первой и третьей серии структурных уравнений (7). С другой стороны, связность $\tilde{\Gamma}$ определяется формами $\bar{\omega}_1^i$ и $\bar{\omega}_k^i$, удовлетворяющими первой и третьей серии структурных уравнений (11). Следовательно, указанные подсистемы эквивалентны в том смысле, что существует преобразование базиса

$$\bar{\omega}_1^i = \alpha_j^i \omega_1^j, \quad (12)$$

при котором тензор кривизны меняется по известному тензорному закону

$$\bar{R}_{jkl}^i = \alpha_m^i \tilde{R}_{pqr}^m \tilde{\alpha}_j^p \tilde{\alpha}_k^q \tilde{\alpha}_l^r. \quad (13)$$

Пусть в некоторых локальных координатах уравнение (1) ткани B_l имеет вид $z^i = f^i(x^j, y^k)$. Продифференцируем его, и в соответствии с ([1], с. 23) обозначим $\bar{f}_j^i = \frac{\partial f^i}{\partial x^j}$, $\tilde{f}_j^i = \frac{\partial f^i}{\partial y^j}$,

$$\omega_1^i = \bar{f}_j^i dx^j, \quad \omega_2^i = \tilde{f}_j^i dy^j. \quad (14)$$

Получим $dz^i = \bar{f}_j^i(x, y) dx^j + \tilde{f}_j^i(x, y) dy^j = \omega_1^i + \omega_2^i$. Аналогично, дифференцируя уравнение $z = F(x, \bar{x})$ ткани CB_l , придем к равенствам $dz^i = \bar{\omega}_1^i + \bar{\omega}_2^i$, где

$$\bar{\omega}_1^i = \bar{F}_j^i(x, \bar{x}) dx^j, \quad \bar{\omega}_2^i = \tilde{F}_j^i(x, \bar{x}) d\bar{x}^j.$$

В силу (9)

$$\omega_1^i + \omega_2^i = \bar{\omega}_1^i + \bar{\omega}_2^i \quad (15)$$

или

$$\omega_3^i = \bar{\omega}_3^i. \quad (16)$$

Далее продифференцируем (10): $dx^i = \bar{f}_j^i(\bar{x}, y) d\bar{x}^j + \tilde{f}_j^i(\bar{x}, y) dy^j$. Отсюда

$$dy^j = (dx^k - \bar{f}_m^k(\bar{x}, y) d\bar{x}^m) \tilde{g}_k^j(\bar{x}, y),$$

где через \bar{g} и \tilde{g} обозначены матрицы, обратные матрицам $\bar{f} = (\bar{f}_j^i)$ и $\tilde{f} = (\tilde{f}_j^i)$ соответственно. Подставляя dy^j в (15) и используя введенные обозначения, получим

$$\bar{\omega}_1^i + \bar{\omega}_2^i = \omega_1^i + \tilde{f}_j^i(x, y) \tilde{g}_k^j(\bar{x}, y) (dx^k - \bar{f}_m^k(\bar{x}, y) d\bar{x}^m).$$

Сравнивая соответствующие базисные формы, в силу (14) приходим к соотношениям (12), где

$$\alpha_j^i = \delta_j^i + \tilde{f}_k^i(x, y) \tilde{g}_m^k(\bar{x}, y) \bar{f}_j^m(x, y). \quad (17)$$

Напомним, что переменные x, y, \bar{x} связаны соотношением (10).

Найдем дифференциальные следствия уравнений (12) и (15). Дифференцируя внешним образом уравнения (12) с помощью структурных уравнений (7) и (11), после преобразований имеем

$$\tilde{\nabla} \alpha_j^i \wedge \omega_1^j + \alpha_j^k (\bar{\omega}_k^i - \tilde{\omega}_k^i) \wedge \omega_1^j = 0. \quad (18)$$

Сложив первые две серии уравнений (7) и (11), получим

$$d\omega_3^i = \omega_3^j \wedge \tilde{\omega}_j^i - a_{jk}^i \omega_2^j \wedge \omega_3^k, \quad d\bar{\omega}_3^i = \bar{\omega}_3^j \wedge \bar{\omega}_j^i - \bar{a}_{jk}^i \bar{\omega}_2^j \wedge \bar{\omega}_3^k.$$

Отсюда в силу (16)

$$(\bar{\omega}_k^i - \tilde{\omega}_k^i - a_{jk}^i \omega_2^j + \bar{a}_{jk}^i \bar{\omega}_2^j) \wedge \omega_3^k = 0. \quad (19)$$

Из (18) и (19) вытекает, что формы $\tilde{\nabla}\alpha_j^i$ и $\bar{\omega}_j^i - \tilde{\omega}_j^i$ являются главными на многообразии \mathcal{M} , т. е. можно положить

$$\tilde{\nabla}\alpha_j^i = \alpha_{1jk}^i \omega_1^k + \alpha_{3jk}^i \omega_3^k, \quad (20)$$

$$\bar{\omega}_j^i - \tilde{\omega}_j^i = \gamma_{1jk}^i \omega_1^k + \gamma_{3jk}^i \omega_3^k. \quad (21)$$

Подставим эти разложения в (18) и (19) и воспользуемся равенствами $\omega_2^k = \omega_3^k - \omega_1^k$, $\bar{\omega}_2^k = \bar{\omega}_3^k - \bar{\omega}_1^k$, соотношениями (12) и (16). Приравнявая коэффициенты при базисных формах в полученных равенствах, придем к соотношениям

$$\bar{a}_{jk}^i = a_{jk}^i + \gamma_{[jk]}^i, \quad (22)$$

$$\gamma_{1jk}^i + a_{jk}^i - \bar{a}_{mk}^i \alpha_j^m = 0, \quad (23)$$

$$\alpha_{3jk}^i + \alpha_j^m \gamma_{3mk}^i = 0, \quad (24)$$

$$\alpha_{1[jk]}^i + \alpha_{[j}^m \gamma_{|m|k]}^i = 0.$$

Полученные результаты объединяет

Теорема. Пусть B_l — левая три-ткань Бола со структурными уравнениями (7), (8), CB_l — соответствующая левая три-ткань Бола, порожденная сердцевиной ткани B_l , $z = f(x, y)$ — координатная луна ткани B_l . Вычислим по формулам (17) и (20) величины α_j^i и их ковариантные производные. Тогда структурные уравнения три-ткани CB_l приводятся к виду (11), причем базисные формы $\bar{\omega}_1^i$ и $\bar{\omega}_3^i$ находятся из соотношений (12) и (15); формы $\bar{\omega}_k^i$ находятся из соотношений (21), тензор кручения ткани B_l — из соотношений (22); входящие в эти формулы величины γ_{3jk}^i и γ_{1jk}^i вычисляются по формулам (24) и (23).

4. Проиллюстрируем теорему на примере. Предварительно напомним, что всякая групповая три-ткань (порожденная группой Ли) является тканью Бола. Рассмотрим четырехмерную групповую три-ткань R , определяемую единственной неабелевой двумерной группой Ли

$$z^1 = x^1 + y^1 e^{x^2}, \quad z^2 = x^2 + y^2. \quad (25)$$

Найдем структурные уравнения три-ткани CR , порождаемой сердцевиной ткани R . Для этой ткани уравнения (3) имеют вид

$$c^1 = a^1 + (a^1 - b^1)e^{a^2 - b^2}, \quad c^2 = 2a^2 - b^2.$$

Переобозначив переменные, получим уравнения (9) и (10):

$$z^1 = x^1 + (x^1 - \bar{x}^1)e^{x^2 - \bar{x}^2}, \quad z^2 = 2x^2 - \bar{x}^2, \\ x^1 = \bar{x}^1 + y^1 e^{\bar{x}^2}, \quad x^2 = \bar{x}^2 + y^2. \quad (26)$$

Продифференцируем (25) и положим

$$\omega_1^1 = dx^1 + e^{x^2} y^1 dx^2, \quad \omega_1^2 = dx^2, \quad \omega_2^1 = e^{x^2} dy^1, \quad \omega_2^2 = dy^2. \quad (27)$$

Из (27) находим

$$\bar{f}_j^i(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & e^{x^2} y^1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \tilde{f}_j^i(x, y) = \begin{pmatrix} e^{x^2} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad (28)$$

$$\bar{g}_j^i(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & -e^{x^2} y^1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \tilde{g}_j^i(x, y) = \begin{pmatrix} e^{-x^2} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}. \quad (29)$$

Отсюда $\tilde{g}_j^i(\bar{x}, y) = \begin{pmatrix} e^{-\bar{x}^2} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$. Заменим переменную \bar{x} , пользуясь равенствами (25)

$$\tilde{g}_j^i(\bar{x}(x, y), y) = \begin{pmatrix} e^{-x^2+y^2} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}. \quad (30)$$

Далее, учитывая (28)–(30), находим величины α_j^i по формулам (17)

$$\alpha_j^i = \left[\begin{pmatrix} 1 & e^{x^2} y^1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} e^{x^2} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{-x^2+y^2} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \right] \begin{pmatrix} 1 & -e^{x^2} y^1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

После преобразований получим

$$\begin{aligned} \alpha_1^1 &= e^{y^2} + 1, & \alpha_2^1 &= -e^{x^2+y^2} y^1, \\ \alpha_1^2 &= 0, & \alpha_2^2 &= 2. \end{aligned} \quad (31)$$

Учитывая (30), из (12) и (15) находим

$$\begin{aligned} \bar{\omega}_1^1 &= (e^{y^2} + 1)\omega_1^1 - e^{x^2+y^2} y^1 \omega_1^2, \\ \bar{\omega}_1^2 &= 2\omega_1^2, \\ \bar{\omega}_2^1 &= -e^{y^2} \omega_1^1 + e^{y^2+x^2} y^1 \omega_1^2 + \omega_2^1, \\ \bar{\omega}_2^2 &= -\omega_1^2 + \omega_2^2. \end{aligned} \quad (32)$$

Дифференцируя уравнения (32), придем к структурным уравнениям ткани CR

$$\begin{aligned} d\bar{\omega}_1^1 &= \bar{\omega}_1^1 \wedge \bar{\omega}_1^1 + \bar{\omega}_1^2 \wedge \bar{\omega}_1^1, \\ d\bar{\omega}_1^2 &= 0, \\ d\bar{\omega}_2^1 &= \bar{\omega}_2^1 \wedge \bar{\omega}_1^1 + \bar{\omega}_2^2 \wedge \bar{\omega}_1^1 - \bar{a}_{12}^1 \bar{\omega}_2^1 \wedge \bar{\omega}_3^2 - \bar{a}_{21}^1 \bar{\omega}_2^2 \wedge \bar{\omega}_3^1, \\ d\bar{\omega}_2^2 &= 0, \\ d\bar{\omega}_1^1 &= 0, \\ d\bar{\omega}_2^1 &= \bar{\omega}_2^1 \wedge \bar{\omega}_1^1 - \frac{1}{16} \bar{\omega}_1^1 \wedge \bar{\omega}_1^2, \end{aligned} \quad (33)$$

где

$$\begin{aligned}\bar{\omega}_1^1 &= -\frac{1}{2}\omega_1^2 - \frac{e^{y^2}}{e^{y^2} + 1}\omega_2^2 = d\left(-\frac{1}{2}x^2 - \ln(e^{y^2} + 1)\right), \\ \bar{\omega}_2^1 &= -\frac{1 + e^{y^2}}{4}\omega_1^1 + \frac{1}{4}y^1 e^{x^2+y^2}\omega_1^2 - \frac{1}{2}\omega_2^1 + \frac{e^{x^2+y^2}y^1}{2(e^{y^2} + 1)}\omega_2^2, \\ \bar{\omega}_1^2 &= 0, \quad \bar{\omega}_2^2 = 0.\end{aligned}\tag{34}$$

Структурные уравнения (33) можно получить также с помощью формул (20)–(24). Для этого воспользуемся результатами работы [9], где найдены формы симметрической связности $\tilde{\Gamma}$ рассматриваемой три-ткани R и ее тензоры кручения a_{jk}^i и кривизны \tilde{R}_{jkl}^i

$$\begin{aligned}\tilde{\omega}_1^1 &= -\frac{1}{2}dx^2, \quad \tilde{\omega}_2^1 = -e^{x^2}dy^1 - \frac{1}{2}(dx^1 + e^{x^2}y^1dx^2), \\ \tilde{\omega}_1^2 &= \tilde{\omega}_2^2 = 0,\end{aligned}\tag{35}$$

$$\begin{aligned}a_{12}^1 &= 1/2, \\ \tilde{R}_{212}^1 &= -1/8,\end{aligned}\tag{36}$$

остальные компоненты тензоров равны нулю. Дифференцируя величины α_j^i (см. (31)) и пользуясь (35) и (20), находим

$$\begin{aligned}\alpha_{11}^1 &= 0, \quad \alpha_{12}^1 = -e^{y^2}, \quad \alpha_{311}^1 = 0, \quad \alpha_{312}^1 = e^{y^2}, \\ \alpha_{21}^1 &= \frac{1}{2}(e^{y^2} + 1), \quad \alpha_{22}^1 = \frac{1}{2}y^1 e^{x^2+y^2}, \quad \alpha_{321}^1 = -1, \quad \alpha_{322}^1 = -y^1 e^{x^2+y^2},\end{aligned}$$

остальные α_{jk}^i равны нулю. Теперь из (24) находим величины γ_{jk}^i :

$$\begin{aligned}\gamma_{311}^1 &= 0, \quad \gamma_{312}^1 = -\frac{e^{y^2}}{e^{y^2} + 1}, \quad \gamma_{321}^1 = \frac{1}{2}, \\ \gamma_{322}^1 &= \frac{e^{x^2+y^2}y^1}{2(e^{y^2} + 1)}, \quad \gamma_{3jk}^2 = 0;\end{aligned}$$

затем с помощью (22) — величины \bar{a}_{jk}^i :

$$\bar{a}_{12}^1 = \frac{1 - e^{y^2}}{4(1 + e^{y^2})}, \quad \bar{a}_{12}^2 = 0;$$

наконец, с помощью (23) — величины γ_{jk}^i :

$$\begin{aligned}\gamma_{111}^1 &= 0, \quad \gamma_{121}^1 = \frac{1 - e^{y^2}}{4} + \frac{e^{y^2}}{e^{y^2} + 1}, \quad \gamma_{112}^1 = -\frac{1}{2}, \\ \gamma_{122}^1 &= \frac{1}{4}y^1 e^{x^2+y^2} - \frac{e^{x^2+y^2}y^1}{2(e^{y^2} + 1)}, \quad \gamma_{1jk}^2 = 0.\end{aligned}$$

Подставляя найденные значения γ_{jk}^i и γ_{jk}^i в (21) и пользуясь (35), приходим к равенствам (34).

Формулы (13) с учетом (36) и (31) дают одну ненулевую компоненту тензора \overline{R}_{jkl}^i

$$\overline{R}_{212}^1 = -1/32,$$

что согласуется с последним уравнением системы (33).

Вывод. В работе показано, как найти структурные уравнения ткани CB_l двумя способами, причем в обоих существенно используются уравнения исходной ткани B_l в локальных координатах. Вопрос о том, как найти структурные уравнения ткани CB_l , используя только структурные уравнения ткани B_l , остается открытым.

Замечание 2. Известно, что отображение $C : B_l \rightarrow CB_l$, которое ткани Бола B_l ставит в соответствие ткань Бола CB_l , идемпотентно: $C^2 = C$. В рассмотренном примере это обстоятельство вытекает также из теоремы 2 статьи [3]. Действительно, $\overline{a}_{12}^1 = 0$ на поверхностях V , определяемых уравнениями $\overline{\varphi}_1^i + 2\overline{\varphi}_2^i = 0$, которые в силу (35) и (30) приводятся к виду $y^2 = 0$, $x^2 + 2\ln y^1 = K$ (K — постоянная). Согласно теореме 2 это означает, что сердцевина три-ткани CR изотопна ее координатной квазигруппе, т. е. три-ткани CR и CCR эквивалентны.

ЛИТЕРАТУРА

- [1] Толстихина Г.А., Шелехов А.М. *О квазигруппах Бола преобразований*, Докл. РАН **401** (2), 166–168 (2005).
- [2] Толстихина Г.А., Шелехов А.М. *О три-ткани Бола, образованной слоениями разных размерностей*, Изв. вузов. Матем., № 5, 56–62 (2005).
- [3] Толстихина Г.А., Шелехов А. М. *О три-тканях Бола с IC-свойством*, Изв. вузов. Матем., № 5, 25–35 (2013).
- [4] Толстихина Г.А., Шелехов А.М. *О структурных уравнениях три-ткани, определяемой сердцевиной левой три-ткани Бола*, Изв. вузов. Матем., № 12, 83–88 (2014).
- [5] Акивис М.А., Шелехов А.М. *Многомерные три-ткани и их приложения* (ТвГУ, Тверь, 2010).
- [6] Акивис М.А. *Дифференциальная геометрия тканей*, Пробл. геометрии (Итоги науки и техн. ВИНТИ АН СССР) **15**, 187–213 (1983).
- [7] Толстихина Г.А. *Обобщенная левая три-ткань Бола $B_l(\rho, r, r)$ как фактор-ткань левой ткани Бола $B_l(r, r, r)$* , Вестн. Тверск. гос. ун-та. Сер. прикл. матем., вып. 2(21), № 21, 117–134 (2011).
- [8] Толстихина Г.А. *Об условиях изотопии координатной квазигруппы и сердцевины левой ткани Бола*, Изв. ПГПУ им. В.Г.Белинского. Сер. физ.-матем. и техн. науки, № 4(26), 255–262 (2011).
- [9] Гегамян Г.Д., Толстихина Г.А. *О квазигруппе Бола, определяемой групповой три-тканью*, Избр. тр. междунар. научн. конф. “Образование, наука и экономика в вузах. Интеграция в международное образовательное пространство”, Ереван (Армения), 26–30 сентября 2011 г. (НАНPrint, Ереван, 2012), с. 86–93.

Г.А. Толстихина

профессор, заведующая кафедрой математики с методикой начального обучения,
Тверской государственный университет,
ул. Желябова, д. 33, г. Тверь, 170100, Россия

А.М. Шелехов

профессор, кафедра функционального анализа и геометрии,
Тверской государственный университет,
ул. Желябова, д. 33, г. Тверь, 170100, Россия,

e-mail: amshelkhov@rambler.ru

*G.A. Tolstikhina and A.M. Shelekhov***On the structure equations of the three-web defined by the core of a given left Bol three-web**

Abstract. We give a solution to the problem stated by M.A. Akivis at 1976: find the structure equations of the 3-web defined by the core of a given Bol 3-web.

Keywords: Bol three-web, core of Bol three-web.

G.A. Tolstikhina

*Professor, Head of the Chair of Mathematics and Primary Education,
Tver State University,
33 Zhelyabov str., Tver, 170100 Russia*

A.M. Shelekhov

*Professor, Chair of Functional Analysis and Geometry,
Tver State University,
33 Zhelyabov str., Tver, 170100 Russia,*

e-mail: amshelekhov@rambler.ru