2013 Математика и механика № 3(23)

УДК 514.76

А.Г. Седых

О ПРИБЛИЖЕННО ИНТЕГРИРУЕМЫХ *SO*(3)-СТРУКТУРАХ НА 5-МЕРНЫХ МНОГООБРАЗИЯХ

Рассматриваются неприводимые SO(3)-структуры на пятимерном многообразии. Показано, что для приближенно интегрируемых неприводимых SO(3)-структур ковариантная дивергенция структурного тензора равна нулю. Приведены примеры левоинвариантных неприводимых SO(3)-структур на пятимерных группах Ли, которые имеют нулевую дивергенцию структурного тензора, но не являются приблизиженно интегрируемыми, а также неприводимых SO(3)-структур с ненулевой дивергенцией структурного тензора.

Ключевые слова: специальная SO(3)-структура, пятимерное многообразие, группа Ли.

Традиционно в геометрии большой интерес представляют римановы многообразия с некоторой дополнительно заданной структурой, согласованной с метрикой. Примером может служить почти комплексная структура, согласованная с метрикой. Соответствующая структурная группа действует неприводимо на касательных пространствах многообразия. Для нечетномерного аналога — контактной метрической структуры — структурная группа действует приводимо — она имеет два инвариантных подпространства: контактную плоскость и направление Риба. Интересно, что в случае пятимерного риманова многообразия существует [1] структура, у которой структурной группой является SO(3), и она действует неприводимо. Эта структура представляет интерес в контексте характеристических связностей и специальной неинтегрируемой геометрии [5]. В данной работе рассматривается такая неприводимая SO(3)-структура на пятимерном многообразии и изучаются свойства ее структурного тензора.

Неприводимое представление группы SO(3) в пространстве \mathbf{R}^5 основано на том, что векторное пространство \mathbf{R}^5 изоморфно множеству действительных симметричных бесследовых матриц порядка 3. Изоморфизм устанавливается следующим образом:

$$X = (x_1, ..., x_5) \leftrightarrow \sigma(X) = \begin{pmatrix} \frac{x_1}{\sqrt{3}} - x_4 & x_2 & x_3 \\ x_2 & \frac{x_1}{\sqrt{3}} + x_4 & x_5 \\ x_3 & x_5 & -\frac{2}{\sqrt{3}} x_1 \end{pmatrix}.$$
 (1)

Неприводимое представление ρ на \mathbf{R}^5 задается формулой

$$\rho(h)X = h\sigma(X)h^{-1}, h \in SO(3).$$

Для элемента X рассмотрим характеристический полином матрицы $\sigma(X)$ [1]:

$$P_X(\lambda) = \det(\sigma(X) - \lambda I) = -\lambda^3 + \lambda g(X, X) + \frac{2\sqrt{3}}{9} \Psi(X, X, X).$$

Этот полином инвариантен относительно SO(3) действия, заданного представлением ρ . Поэтому его коэффициенты являются SO(3)-инвариантными. Квадратичная часть g(X,X) — это стандартное скалярное произведение на \mathbf{R}^5 , $g(X,X) = x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 + x_4^2 + x_5^2$, а свободный член Ψ имеет вид

$$\Psi(X,X,X) = \frac{1}{2}x_1(6x_2^2 + 6x_4^2 - 2x_1^2 - 3x_3^2 - 3x_5^2) + \frac{3\sqrt{3}}{2}x_4(x_5^2 - x_3^2) + 3\sqrt{3}x_2x_3x_5.$$

Он определяет симметричный 3-линейный ковариантный тензор

$$\Psi = \sum_{i,j,k=1}^{5} \Psi_{ijk} e^{i} \otimes e^{j} \otimes e^{k} ,$$

где $\{e^1,...,e^5\}$ – дуальный корепер к стандартному ортонормированному реперу $\{e_1,e_2,e_3,e_4,e_5\}$ пространства \mathbf{R}^5 .

Отметим основные свойства тензора Ψ , полученные в работе [1]. Свертка тензора Ψ по любым его двум индексам равна нулю. Чтобы сформулировать следующее свойство, нам потребуется тензор $\Psi_X = \iota_X \Psi$, полученный сверткой с вектором X: $\Psi_X(\cdot,\cdot) = \Psi(X,\cdot,\cdot)$. Поскольку мы считаем фиксированным ортонормированный репер, то симметричная 2-форма Ψ_X естественным образом отождествляется с эндоморфизмом пространства \mathbf{R}^5 . Поэтому можно брать композиции таких эндоморфизмов Ψ_X , в частности можно рассматривать квадраты эндоморфизмов $(\Psi_X)^2$. Тогда для всех $X \in \mathbf{R}^5$ имеет место равенство $(\Psi_X)^2 X = g(X,X)X$.

При действии SO(5) группа изотропии тензора Ψ совпадает с группой SO(3), неприводимо вложенной в SO(5), т.е. так, как описано выше. Это позволяет определить неприводимую SO(3)-структуру на пятимерном ориентированном римановом многообразии (M,g), задавая в каждой точке такой тензор Ψ .

Определение 1 [1]. Неприводимой SO(3)-структурой на 5-мерном римановом многообразии (M,g) называется тензорное поле Ψ типа (0,3), для которого линейное отображение $X \rightarrow \Psi_X \in End(TM)$, $X \in TM$, имеет следующие свойства:

- 1) Симметричность: $g(X, \Psi_Y Z) = g(Z, \Psi_Y X) = g(X, \Psi_Z Y)$.
- 2) *Нулевой след*: $tr(\Psi_X)=0$.
- 3) Для любого векторного поля $X \in TM$ имеет место равенство $\Psi_X^2 X = g(X,X)X$.
- В [1] показано, что в каждом касательном пространстве можно выбрать адаптированный базис $\{e_1, e_2, e_3, e_4, e_5\}$, т.е. такой, в котором метрика g и тензор Ψ будут иметь канонический вид, а именно $g_{ij} = \delta_{ij}$ и

$$\Psi = \frac{1}{2}e^{1}(6(e^{2})^{2} + 6(e^{4})^{2} - 2(e^{1})^{2} - 3(e^{2})^{2} - 3(e^{5})^{2}) + \frac{3\sqrt{3}}{2}e^{4}((e^{5})^{2} - (e^{3})^{2}) + 3\sqrt{3}e^{2}e^{3}e^{5}.$$
 (2)

Здесь $\{e^1, e^2, e^3, e^4, e^5\}$ — дуальный репер. Из (2) мы получаем ненулевые компоненты тензора Ψ в адаптированном репере (с точностью до симметрий):

$$\psi_{111} = -1, \, \psi_{122} = 1, \, \psi_{144} = 1, \, \psi_{133} = -\frac{1}{2}, \, \psi_{155} = -\frac{1}{2},$$

$$\psi_{433} = -\frac{\sqrt{3}}{2}, \, \psi_{455} = \frac{\sqrt{3}}{2}, \, \psi_{235} = \frac{\sqrt{3}}{2}.$$
(3)

Таким образом, неприводимая SO(3)-структура на многообразии – это риманова структура g и тензорное поле Ψ , обладающее указанными выше свойствами

1–3 определения 1. Представляют интерес так называемые приближенно интегрируемые SO(3)-структуры [1, 2], как некоторые аналоги почти комплексной структуры J приближенно кэлерова многообразия, т.е. такого, что $(\nabla_X J)(X) = 0$.

Определение 2 [2]. Неприводимая SO(3)-структура на многообразии M называется приближенно интегрируемой, если $(\nabla_X \Psi)(X,X,X) = 0$ для любого векторного поля X на M.

Теорема 1. Если SO(3)-структура Ψ приближенно интегрируемая, то дивергенция тензора Ψ равна нулю, $\delta\Psi = 0$.

Доказательство. Пусть SO(3)-структура Ψ приближенно интегрируема, тогда, по определению, $(\nabla_X \Psi)(X_i X_j X_i) = 0$. Перепишем это условие в координатах $\nabla_{(i} \Psi_{jkl)} X^i X^j X^k X^l = 0$, или $\nabla_{(i} \Psi_{jkl)} = 0$. Поскольку тензор Y полностью симметричен, то

$$\begin{split} &\nabla_{i}\Psi_{jkl} + \nabla_{j}\Psi_{ikl} + \nabla_{k}\Psi_{jil} + \nabla_{l}\Psi_{jki} = 0, \\ &\nabla_{i}\Psi_{jkl} + \nabla_{j}\Psi_{ikl} = -\nabla_{k}\Psi_{jil} - \nabla_{l}\Psi_{jki} \,. \end{split}$$

Вычислим дивергенцию $\delta\Psi$ тензорного поля Ψ с учетом последнего равенства:

$$\begin{split} \delta\Psi &= -\nabla^{j}\Psi_{jkl} = -g^{ij}\nabla_{i}\Psi_{jkl} = -\frac{1}{2}g^{ij}(\nabla_{i}\Psi_{jkl} + \nabla_{j}\Psi_{ikl}) = \\ &= \frac{1}{2}g^{ij}(\nabla_{k}\Psi_{jil} + \nabla_{l}\Psi_{jki}) = \frac{1}{2}(\nabla_{k}g^{ij}\Psi_{ijl} + \nabla_{i}g^{ij}\Psi_{ijk}) = 0, \end{split}$$

поскольку $g^{ij}\Psi_{ijl} = g^{ij}\Psi_{ijk} = 0.$

Замечание 1. Условие $\delta\Psi=0$ является только необходимым. Существуют примеры, когда $\delta\Psi=0$, но SO(3)-структура Ψ не является приближенно интегрируемой.

Замечание 2. Дивергенция $\delta\Psi$ обращается в нуль тогда и только тогда, когда тензор $\nabla_{(i}\Psi_{ikl)}$ имеет нулевой след по любым двум индексам.

Рассмотрим левоинвариантные приближенно интегрируемые SO(3) на пятимерных группах Ли. В работе [2] получены необходимые и достаточные условия на левоинвариантный тензор Ψ для приближенной интегрируемости в терминах структурных констант группы. Получим аналогичные условия для равенства нулю дивергенции тензора Ψ . Пусть $\{e_1, e_2, e_3, e_4, e_5\}$ – адаптированный базис алгебры Ли L(G) группы G. Задав такой репер, получаем левоинвариантную риманову метрику g на группе G, для которой выбранный репер $\{e_1, \dots, e_5\}$ является ортонормированным. Кроме того, на группе G можно считать заданной левоинвариантную SO(3)-структуру тензором Ψ на алгебре Ли L(G), компоненты которого в выбранном адаптированном репере $\{e_1, \dots, e_5\}$ определены равенствами (3). Пусть C_i^* – структурные константы алгебры Ли L(G) в адаптированном базисе.

Теорема 2. Дивергенция $\delta \Psi$ тензора Ψ левоинвариантной SO(3)-структуры на пятимерной группе Ли равна нулю тогда и только тогда, когда структурные константы соответствующей алгебры Ли удовлетворяют следующим линейным соотношениям:

$$2C_{12}^2 = \sqrt{3}(C_{23}^5 + C_{25}^3), \quad 2C_{14}^4 = \sqrt{3}(C_{34}^3 + C_{45}^5), \quad C_{13}^3 = \sqrt{3}(C_{23}^5 + C_{34}^3 - C_{35}^2),$$
$$C_{15}^5 + C_{13}^3 = 2(C_{12}^2 + C_{14}^4),$$

$$\begin{split} C_{35}^5 - C_{13}^1 - \sqrt{3}(C_{12}^5 - C_{14}^3 - C_{13}^4 + C_{15}^2) - 2(C_{34}^4 - C_{23}^2) &= 0, \\ C_{45}^5 - C_{24}^2 - \sqrt{3}(C_{13}^3 - C_{12}^2) + 2(C_{14}^1 - C_{34}^3) &= 0, \\ C_{12}^3 - 2C_{13}^2 - 3C_{23}^1 - \sqrt{3}(C_{23}^4 + C_{24}^3 - C_{25}^2 - C_{35}^3) &= 0, \\ C_{15}^1 + C_{35}^3 + \sqrt{3}(C_{12}^3 + C_{13}^2 + C_{14}^5 + C_{15}^4) - 2(C_{25}^2 + C_{45}^4) &= 0, \\ C_{14}^2 + C_{12}^4 - \frac{3}{2}(C_{13}^5 + C_{15}^3) &= \sqrt{3}(2C_{12}^1 + C_{24}^4 - C_{23}^3 + \frac{1}{2}(C_{45}^3 - C_{34}^5)), \\ 2C_{12}^5 + 5C_{15}^2 + 3(C_{25}^1 - C_{13}^4 - C_{14}^3) &= \sqrt{3}(3C_{23}^2 - C_{13}^1 - 2C_{34}^4 + C_{25}^4), \\ 5C_{14}^3 - C_{13}^4 + 6C_{34}^1 - 9(C_{15}^2 + C_{25}^1) &= \sqrt{3}(C_{13}^1 - C_{24}^5 - 5C_{23}^2 - 3C_{25}^4 - 2C_{45}^2), \\ C_{15}^3 + C_{13}^5 - C_{45}^3 - \sqrt{3}(C_{35}^4 - C_{24}^4 - 2C_{12}^1 + \frac{1}{2}(C_{45}^3 + C_{34}^5)) &= 0, \\ 2C_{15}^4 - C_{14}^5 + 3C_{45}^1 - \sqrt{3}(C_{45}^4 + C_{35}^3 - C_{24}^3 - C_{24}^2) &= 0, \\ C_{25}^5 + C_{23}^3 - \sqrt{3}(C_{13}^5 + C_{15}^3) - 4C_{12}^1 - 2C_{24}^4 &= 0. \end{split}$$

Доказательство. Дивергенция $\delta\Psi$ тензорного поля $\Psi=\psi_{ijk}e^i\otimes e^j\otimes e^k$ находится по формуле $(\delta\Psi)_{jk}=-\nabla^i\psi_{ijk}=-g^{is}\nabla_s\psi_{ijk}$, где e^i – ковекторы дуального базиса к адаптированному базису $\{e_1,e_2,e_3,e_4,e_5\}$ алгебры Ли и $\nabla_s=\nabla_{e_s}$ – ковариантная производная вдоль базисного векторного поля e_s . Пусть $\Gamma_{ij}^{\ \ k}$ – компоненты связности Леви-Чивита левоинвариантной римановой метрики $g, \nabla_{e_i}e_j=\Gamma_{ij}^ke_k$. Тогда для ковекторов имеем: $\nabla_{e_k}e^i=-\Gamma_{kj}^ie^j$. Учитывая, что компоненты ψ_{ijk} левоинвариантного тензорного поля Ψ в левоинвариантном адаптированном репере постоянны на группе Ли, получаем

$$\begin{split} \nabla_s \psi_{ijk} e^i \otimes e^j \otimes e^k &= (-\psi_{rjk} \Gamma^r_{si} - \psi_{ipk} \Gamma^p_{sj} - \psi_{ijp} \Gamma^q_{sk}) (e^i \otimes e^j \otimes e^k) \,, \end{split}$$
 где
$$\Gamma^p_{ij} &= C^p_{ij} + g_{js} C^s_{ki} g^{kp} + g_{is} C^s_{kj} g^{kp} \,. \end{split}$$

Теперь используем систему Maple для вычислений $\delta\Psi$ (см. ниже листинг программы).

Приведем примеры левоинвариантных неприводимых SO(3)-структур на двух пятимерных группах Ли из классификационного списка [3] контактных групп Ли. Первый пример — с ненулевой дивергенцией, а второй — имеет нулевую дивергенцию, но не является приближенно интегрируемым. В этих примерах считается, что выбранный базис $\{e_1, e_2, e_3, e_4, e_5\}$ алгебры Ли является адаптированным. Следовательно, на группе Ли имеется левоинвариантная риманова структура и левоинвариантный тензор Ψ .

Пример 1. Алгебра $sl(2)\times_{\rho}\mathbf{R}^2$. Это алгебра Ли группы аффинных преобразований \mathbf{R}^2 , у которых линейная часть имеет определитель равный единице. Данная алгебра Ли имеет следующие коммутационные соотношения:

$$[e_2,e_3] = -e_1, [e_1,e_4] = -e_1, [e_1,e_5] = -e_2, [e_2,e_4] = e_2, [e_3,e_5] = e_4,$$

 $[e_3,e_4] = -2e_3, [e_4,e_5] = -2e_5.$

Вычислим дивергенцию Ψ (при помощи компьютерных программ, используя вышеприведенные формулы):

$$\delta\Psi = \begin{pmatrix} 0 & 0 & \frac{\sqrt{3}}{2} & 3 & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{3}{2} & 0 & -1 \\ \frac{\sqrt{3}}{2} & -\frac{3}{2} & \sqrt{3} & 0 & -\sqrt{3} \\ 3 & 0 & 0 & -2\sqrt{3} & 0 \\ 0 & -1 & -\sqrt{3} & 0 & \sqrt{3} \end{pmatrix}.$$

Пример 2. Алгебра $g_{5,1}$ (обозначение взято из классификации [3]) задается следующими коммутационными соотношениями: $[e_2,e_4]=e_1$, $[e_3,e_5]=e_1$. Дивергенция тензора Ψ будет равна 0. Покажем, что данная SO(3)-структура не является приближенно интегрируемой. Для этого вычислим тензор $(\nabla_X\Psi)(X,X,X)=0$ или $\nabla_{(i}\Psi_{jkl)}$. Для доказательства достаточно привести одну ненулевую координату, например

$$\begin{split} \nabla_{(1} \psi_{233)} &= -\psi_{p33} \Gamma^p_{12} - \psi_{2s3} \Gamma^s_{13} - \psi_{23t} \Gamma^t_{13} - \psi_{q33} \Gamma^q_{12} - \psi_{2u3} \Gamma^u_{13} - \\ &- \psi_{23v} \Gamma^v_{13} - \psi_{x33} \Gamma^x_{12} - \psi_{2v3} \Gamma^y_{13} - \psi_{23z} \Gamma^z_{13} - \psi_{a33} \Gamma^a_{12} - \psi_{2b3} \Gamma^b_{13} - \psi_{23c} \Gamma^c_{13} \,, \end{split}$$

оставляя только ненулевые компоненты тензора T, получаем

$$4\psi_{133}\Gamma^1_{12} - 4\psi_{433}\Gamma^4_{12} - 8\psi_{235}\Gamma^5_{13} = \sqrt{3} \neq 0.$$

Приведем программу вычисления дивергенции в программе Maple. Здесь $C[i,j,k] = C_{ij}^k$, $Gamma[i,j,p] = \Gamma_{ij}^p$, $nabla_\Psi - ковариантная производная тензора <math>\Psi$ и $delta_\Psi -$ дивергенция тензора Ψ .

Вычисление компонент связности

```
> for i to 5 do for j to 5 do for p to 5 do
>Gamma[i,j,p]:=simplify((C[i,j,p]+sum(sum(g[j,s]*C[k,i,s]*g[k,p],
'k'=1..5),'s'=1..5)+sum(sum(g[i,s1]*C[k1,j,s1]*g[k1,p],'s1'=1..5),
,'k1'=1..5))/2);
> od; od;
```

Вычисление ковариантной производной тензора **Ф**

```
\label{eq:problem} \begin{array}{l} > nabla\_\Psi := array\,(1...5,1...5,1...5): \\ > for \ i2 \ to \ 5 \ do \ for \ j2 \ to \ 5 \ do \ for \ k2 \ to \ 5 \ do \ for \ s2 \ to \ 5 \ do \\ > nabla\_\Psi\,[s2,i2,j2,k2] := simplify \\ (-sum\,(\psi\,\,[r2,j2,k2]*\,Gamma\,[s2,i2,r2],r2=1...5) - \\ sum\,(\psi\,[i2,p2,k2]*\,Gamma\,[s2,j2,p2],p2=1...5) - \\ sum\,(\psi\,[i2,j2,q2]*\,Gamma\,[s2,k2,q2],q2=1...5)); \\ > od; od; od; od; \end{array}
```

50 *А.Г. Седых*

Свертка с метрикой, для нахождения дивергенции тензора Ψ

```
> \texttt{delta}_{\Psi} := \texttt{array}(1..5, 1..5): \\ > \texttt{for j to 5 do for k to 5 do} \\ > \texttt{delta}_{\Psi}[\texttt{j,k}] := \texttt{simplify}(\texttt{sum}(\texttt{g[i,s]*nabla}_{\Psi} \texttt{[s,i,j,k]}, \texttt{'i'=1..5}), \texttt{'s'=1..5})); \\ > \texttt{od; od;}
```

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Bobienski M.M., Nurowski P. Irreducible SO(3) geometry in dimension five. arXiv:math/0507152v3 [math.DG], 2005.
- 2. Fino A.A., Chiossi S.G. Nearly integrable SO(3) structures on 5-dimentional lie groups // J. Lie Theory. 2007. V. 17. No. 3. P. 539–562. (arXiv:math/0607392v1 [math.DG]).
- Diatta A. Left invariant contact structures on Lie groups // arXiv:math/0403555v2 [math.DG], 2004
- 4. Кобаяси Ш., Намидзу К. Основы дифференциальной геометрии: в 2 т. М.: Наука, 1981.
- Agricola I. The Srni lectures on non-integrable geometries with torsion // arXiv:math/ 0606705v1

Статья поступила 28.06.2012 г.

Sedykh A.G. ON APPROXIMATELY INTEGRABLE SO(3) STRUCTURES ON 5-DIMENSIONAL MANIFOLDS. In this work, irreducible SO(3) structures on a 5-dimentional manifold are considered. The covariant divergence of the structure tensor is shown to be zero for approximately integrable irreducible SO(3) structures. Examples of left invariant irreducible SO(3) structures on 5-dimentional Lie groups that have a zero covariant divergence of the structure tensor but are not approximately integrable, as well as of irreducible SO(3) structures with nonzero covariant divergence of the structure tensor are presented.

Keywords: special *SO*(3) structure, 5-dimentional manifold, Lie group.

SEDYKH Anna Gennad'evna (Kemerovo State University)

E-mail: Nuska2522@mail.ru