

МОСКОВСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ
имени М.В. ЛОМОНОСОВА
Механико-математический факультет
Кафедра дифференциальной геометрии и приложений

ГЕОМЕТРИЯ ОКРЕСТНОСТЕЙ ОСОБЫХ ТОЧЕК ПОЛЕЙ
НИЙЕНХЕЙСА РАЗМЕРНОСТИ 3

Курсовая работа
студента 5 курса
Андреева М.А.
Научный руководитель
академик Фоменко А.Т.
Кандидат физико-
математических наук
Коняев А.Ю.

Москва, 2017 г.

Содержание

1	Введение	2
2	Необходимые понятия	3
3	Мотивация	7
4	Трёхмерные алгебры из работы Д.Бурдэ	8
5	Алгоритм поиска новых лево-симметрических алгебр	15
6	Список литературы	18

1 Введение

Операторные поля на многообразиях с нулевым тензором Нийенхейса (его еще называют кручением Нийенхейса) возникают в самых разных областях математики. Например, для почти комплексной структуры равенство нулю тензора Нийенхейса - единственное условие, необходимое для интегрируемости этой структуры в комплексную. В бигамильтоновой геометрии такие операторы появляются как операторы рекурсии для построения семейств коммутативных функций для пар согласованных скобок на симплекстическом многообразии.

Недавно выяснилось, что такого рода операторные поля естественным образом возникают в теории проективной классификации метрик. В последнем случае они играют ключевую роль при изучении особых точек таких "метрических пучков" - точек, где в нормальной форме пары метрик появляются одинаковые собственные значения. Более того, оказалось, что специальная структура возникающих операторов накладывает крайне сильные условия на топологию многообразия. То есть, например, если многообразие компактно, то пары проективно-эквивалентных метрик существуют только на сфере и торе. Причем на последнем им запрещено иметь особые точки вообще.

Как оказалось, общей теории особенностей Нийенхейсовых операторов не существует, равно как основанной на этом теории глобального строения Нийенхейсовых полей. Строить эту теорию естественно по аналогии с теорией особенностей и нормальных форм векторных полей. Построение этой теории, которое проходит в курсе обыкновенных дифференциальных уравнений на мехмате, начинается с описания окрестностей изолированной особой точки линейных векторных полей. Именно этому посвящена курсовая.

На основе списка, полученного в работе А.Ю.Коняева [1], изучаются окрестности изолированных особых точек для линейных тензоров Нийенхейса в двумерном случае. Эти тензоры оказываются тесно связаны с так называемыми лево-симметрическими алгебрами, известными также, как пре-Ли алгебры. Эти объекты впервые возникли в работе Э.Б.Винберга [3] при изучении левоинвариантных связностей на группах Ли.

Для каждой окрестности строится картинка, соответствующая задаваемым тензором Нийенхейса естественным распределениям. Отметим, что одно это построение позволяет сделать ряд важных замечаний. Так, например, для $b_{1,\alpha}$ для разных значений параметра оказываются принципиально разные структуры окрестности. Вероятно, в дальнейшем, при изучении линеаризации операторного поля, это может сыграть важную роль. Кроме этого картинка в b_5^+ оказывается очень похожей на окрестность параболической системы координат на сфере, возникающей в классификации проективно-эквивалентных метрик.

2 Необходимые понятия

Определение. Стандартное определение тензора Нийенхейса выглядит так:

$$N_R(v, w) = R[Rv, w] + R[v, Rw] - R^2[v, w] - [Rv, Rw],$$

где v, w - любые векторные поля, $[,]$ - стандартный коммутатор векторных полей, R - операторное поле, тензор типа $(1, 1)$. Этот тензор хорошо известен и используется во многих работах геометрии.

Определение. Мы называем операторное поле R *полем Нийенхейса*, если тензор Нийенхейса зануляется.

Рассмотрим характеристический многочлен оператора R , и возьмем его дискриминант:

$$\mathcal{D}_R = \prod_{i < j} (\lambda_i - \lambda_j)^2$$

Здесь λ_i - корни характеристического многочлена.

Определение. Точку будем называть *особой*, если дискриминант характеристического многочлена в этой точке равен нулю $\mathcal{D}_R = 0$, то есть точка, в которой хотя бы один корень характеристического многочлена является кратным.

Замечание. Точки, в которых матрица является жордановой клеткой и собственные значения совпадают - тоже вырожденные, которое можно изучать, эти точки назовем *почти особыми*.

В особой точке P касательное пространство $T_P M$ имеет естественную структуру, которая называется лево-симметрической алгеброй. Предположим, что A - алгебра с операцией $*$.

Ассоциатор: $\langle x, y, z \rangle = (x * y) * z - x * (y * z)$ Это трилинейное отображение $A \rightarrow A$.

Алгебра *ассоциативна*, если $\forall x, y, z \in A$ выполнено $\langle x, y, z \rangle = 0$.

Алгебра называется *лево-симметрической*, если ассоциатор удовлетворяет тождеству: $\langle x, y, z \rangle = \langle y, x, z \rangle$ для любых троек из A . Это симметрия для левой пары аргументов.

Определим *левое действие* на A по формуле $L_x y = x * y$. В этом случае свойство "*левой симметрии*" может быть записано формулой:

$$L_x L_y - L_y L_x = L_{[x, y]} \quad (1)$$

То есть коммутатор на A удовлетворяет тождеству Якоби.

Пусть v и u - векторные поля на многообразии M , L_v - оператор производной Ли по направлению векторного поля v . Коммутатор операторов L_u и L_v есть дифференциальный оператор первого порядка. поэтому существует такое векторное поле $[v, u]$, для которого выполнено (1).

Соответственные алгебры Ли назовем *ассоциированными алгебрами Ли*.

Утверждение 1. Рассмотрим аффинное пространство V и операторное поле R , где все компоненты - это однородные линейные полиномы. $N_R = 0$, на нем $a_{ij}^k = \frac{\partial R_i^k}{\partial x^j}$ определяют структурные константы лево-симметрической алгебры.

Доказательство. Сначала нужно переписать свойство ассоциатора в терминах структурных констант алгебры. Зафиксируем базис e_i в A . Имеем $e_i * e_j = a_{ij}^k e_k$. Получим следующие уравнения для ассоциаторов:

$$\langle e_j, e_i, e_r \rangle = (a_{ji}^l e_l) * e_r - e_j * (a_{ir}^l e_l) = (a_{ji}^l a_{lr}^p - a_{jl}^p a_{ir}^l) e_p, \quad (2)$$

$$\langle e_i, e_j, e_r \rangle = (a_{ij}^l e_l) * e_r - e_i * (a_{jr}^l e_l) = (a_{ij}^l a_{lr}^p - a_{il}^p a_{jr}^l) e_p. \quad (3)$$

Свойство левой симметрии алгебры имеет вид

$$\langle e_j, e_i, e_r \rangle - \langle e_i, e_j, e_r \rangle = (a_{ji}^l a_{lr}^p - a_{jl}^p a_{ir}^l - a_{ij}^l a_{lr}^p + a_{il}^p a_{jr}^l) e_p \quad (4)$$

Свойство $N_R = 0$ в координатах имеет вид

$$0 = (N_R)_{ij}^p = \frac{\partial R_p^j}{\partial x^l} R_i^l - \frac{\partial R_p^i}{\partial x^l} R_j^l - \frac{\partial R_p^l}{\partial x^i} R_l^p + \frac{\partial R_l^i}{\partial x^j} R_i^p \quad (5)$$

Так как R - линейный, то $R_i^k = a_{ij}^k x^j$. Подставляя это в предыдущее уравнение, получим

$$0 = N_R(e_i, e_j) = (a_{ji}^l a_{lr}^p - a_{jl}^p a_{ir}^l - a_{ij}^l a_{lr}^p + a_{il}^p a_{jr}^l) e_p. \quad (6)$$

А это и есть вид уравнения (4). \square

Замечание. Для лево-симметрических алгебр поле Нийенхейса R определяется *правым действием* $R_y x = x * y$.

Теорема 1. Рассмотрим P - особую точку операторного поля Нийенхейса R . Тогда $\frac{\partial R_i^k}{\partial x^j} \Big|_P$ определяет структуру лево-симметрической алгебры в касательном пространстве $T_P M$.

Доказательство этой теоремы приведено в работе А.Ю.Коняева [1].

Теорема 2. С точностью до изоморфизма существуют 2 непрерывных семейства и 10 исключительных двумерных лево-симметрических алгебр. Буквой b обозначаем алгебры с некоммутативной ассоциированной алгеброй Ли, буквой c обозначаем алгебры с коммутативной ассоциированной алгеброй Ли. Полный список представлен в следующих двух таблицах.

Таблица 1. Столбцы: 1) Название 2) Структурные константы (указаны только ненулевые) 3) в базисе $xL_{e_1} + yL_{e_2}$ 4) в базисе $xR_{e_1} + yR_{e_2}$

Название	Структурные константы	L	R
$b_{1,\alpha}$	$e_2 * e_1 = e_1,$ $e_2 * e_2 = \alpha e_2$	$\begin{pmatrix} y & 0 \\ 0 & \alpha y \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} 0 & x \\ 0 & \alpha y \end{pmatrix}$
b_2	$e_2 * e_1 = e_1,$ $e_2 * e_2 = e_1 + e_2$	$\begin{pmatrix} y & y \\ 0 & y \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} 0 & x + y \\ 0 & y \end{pmatrix}$
$b_{3,\alpha}$ $\alpha \neq 0$	$e_1 * e_2 = \alpha e_1,$ $e_2 * e_1 = (\alpha - 1)e_1$ $e_2 * e_2 = \alpha e_2$	$\begin{pmatrix} (\alpha - 1)y & \alpha x \\ 0 & \alpha y \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} \alpha y & (\alpha - 1)x \\ 0 & \alpha y \end{pmatrix}$
b_4	$e_1 * e_2 = e_1,$ $e_2 * e_2 = e_1 + e_2$	$\begin{pmatrix} 0 & x + y \\ 0 & y \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} y & y \\ 0 & y \end{pmatrix}$
b_5^+	$e_1 * e_1 = e_2,$ $e_2 * e_1 = -e_1$ $e_2 * e_2 = -2e_2$	$\begin{pmatrix} -y & 0 \\ x & -2y \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} 2x & -y \\ y & 0 \end{pmatrix}$
b_5^-	$e_1 * e_1 = -e_2,$ $e_2 * e_1 = -e_1$ $e_2 * e_2 = -2e_2$	$\begin{pmatrix} -y & 0 \\ -x & -2y \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} -2x & -y \\ -y & 0 \end{pmatrix}$

Таблица 2. Столбцы: 1) Название 2) структурные константы 3) в этом случае алгебры с коммутативной ассоциированной алгеброй Ли, то есть $L = R$

Название	Структурные константы	L=R
c_1		$\begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$
c_2	$e_2 * e_2 = e_2$	$\begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & y \end{pmatrix}$
c_3	$e_2 * e_2 = e_1$	$\begin{pmatrix} 0 & y \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$
c_4	$e_2 * e_2 = e_2$ $e_2 * e_1 = e_1$ $e_1 * e_1 = e_2$	$\begin{pmatrix} y & x \\ 0 & y \end{pmatrix}$
c_5^+	$e_2 * e_2 = e_2$ $e_2 * e_1 = e_1$ $e_1 * e_2 = e_1$ $e_1 * e_1 = e_2$	$\begin{pmatrix} y & x \\ x & y \end{pmatrix}$
c_5^-	$e_2 * e_2 = e_2$ $e_2 * e_1 = e_1$ $e_1 * e_2 = e_1$ $e_1 * e_1 = -e_2$	$\begin{pmatrix} y & -x \\ x & y \end{pmatrix}$

3 Мотивация

Общей теории особенностей Нийенхейсовых операторов не существует, равно как основанной на этой теории глобального строения Нийенхейсовых полей. Строить эту теорию естественно по аналогии с теорией особенностей и нормальных форм векторных полей. Построение этой теории, которое проходит в курсе обыкновенных дифференциальных уравнений на мехмате, начинается с описания окрестностей изолированной особой точки линейных векторных полей.

В книге В.И. Арнольда [2], сказано, что геометрия уравнения второго порядка послужила источником ряда математических теорий:

А.Трессе, ученик С. Ли, в своей диссертации построил все "полуинварианты" уравнения. Задача о геометрии дифференциального уравнения второго порядка привела Э.Картана к теории многообразий проективной связности. Г.Болем был проделан перевод теории Трессе на язык пары полей направлений в пространстве.

Таким образом, строение окрестности в двумерном случае для линейных векторных полей, может дать начало исследованиям теории особенностей Нийенхейновых операторов.

Главным результатом моей курсовой работы в 2016 году было построение окрестностей особых точек для всех двумерных линейных операторов Нийенхейса размерности 2. Классификация таких операторов приведена выше.

В этом году логично изучать окрестности особых точек операторов Нийенхейса размерности 3. К сожалению, нет классификации таких операторов, как в случае размерности 2.

В теории дифференциальных уравнений есть результат, который говорит о том, что окрестности сингулярного множества операторных полей устроены таким же образом, как и окрестности сингулярного множества векторных полей, в случае, если коразмерность сингулярного множества ≥ 2 . *Сингулярным* множеством здесь мы называем множество особых точек.

4 Трехмерные алгебры из работы Д.Бурдэ

В работе Д.Бурдэ [7] в **Предложении 3.51** приведены структурные константы двух лево-симметрических алгебр размерности 3 $A_{1,\alpha}$:

$$e_1 \cdot e_1 = (\alpha + 1)e_1; \quad e_1 \cdot e_2 = \alpha e_3; \quad e_3 \cdot e_2 = e_1;$$

$$e_1 \cdot e_2 = e_2; \quad e_2 \cdot e_3 = e_1;$$

и A_2 :

$$e_1 \cdot e_1 = \frac{3}{2}e_1; \quad e_1 \cdot e_3 = \frac{1}{2}e_3; \quad e_3 \cdot e_2 = e_1;$$

$$e_1 \cdot e_2 = e_2; \quad e_2 \cdot e_3 = e_1; \quad e_3 \cdot e_3 = -e_2;$$

По структурным константам восстановим операторы правого действия этих алгебр. Получим следующий результат:

Название	Оператор правого действия
$A_{1,\alpha}$	$\begin{pmatrix} (\alpha + 1)x & z & y \\ y & 0 & 0 \\ \alpha z & 0 & 0 \end{pmatrix}$
A_2	$\begin{pmatrix} \frac{3}{2}x & z & y \\ y & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -z \end{pmatrix}$

Рассмотрим сингулярные множества этих операторов.

Случай $A_{1,\alpha}$ Посчитаем собственные значения оператора:

$$\lambda_1 = 0;$$

$$\lambda_2 = \frac{1}{2}(x(\alpha + 1) - \sqrt{x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1)});$$

$$\lambda_3 = \frac{1}{2}(x(\alpha + 1) + \sqrt{x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1)});$$

Здесь α - вещественный параметр, а λ_i - собственные значения оператора, то есть корни характеристического многочлена. Сингулярные множества оператора можно изучать, рассматривая уравнения вида $\lambda_i = \lambda_j$, при $i \neq j$.

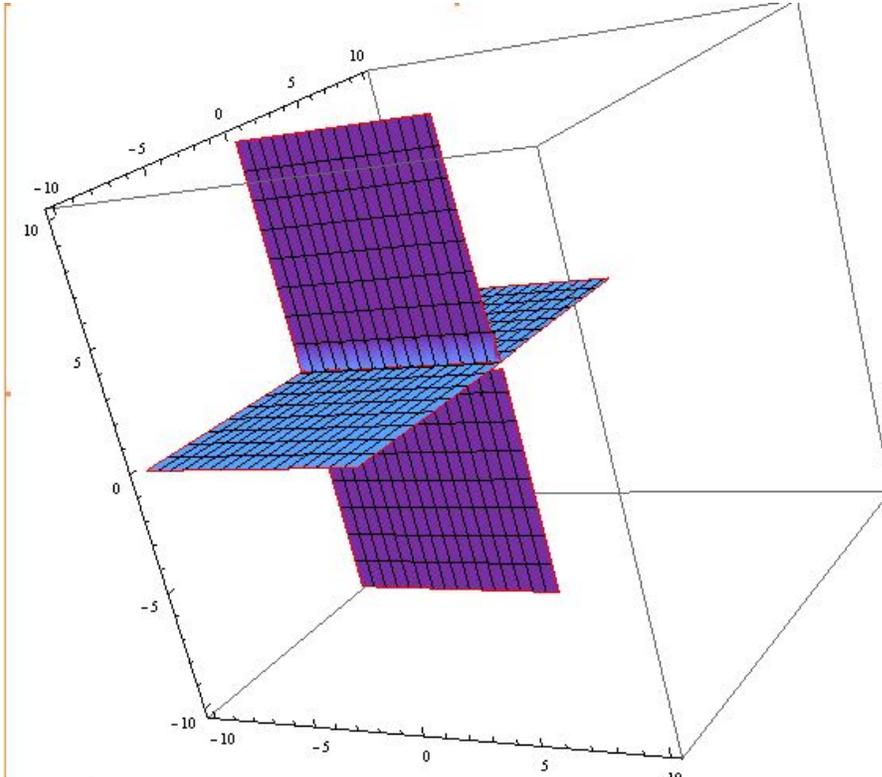
Случай $\lambda_1 = \lambda_2$:

$$x(\alpha + 1) - \sqrt{x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1)} = 0 \tag{7}$$

Упростим и приведем подобные слагаемые, получим уравнение с условиями:

$$\begin{cases} yx(\alpha + 1) = 0, \\ x(\alpha + 1) \geq 0, \\ x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1) \geq 0. \end{cases}$$

Построим множество точек, удовлетворяющее нашим условиям, получим следующую картинку:



Сделаем аналогичные вычисления для других пар собственных значений. При построении конкретно этой картинки, взяли параметр $\lambda = 1$.

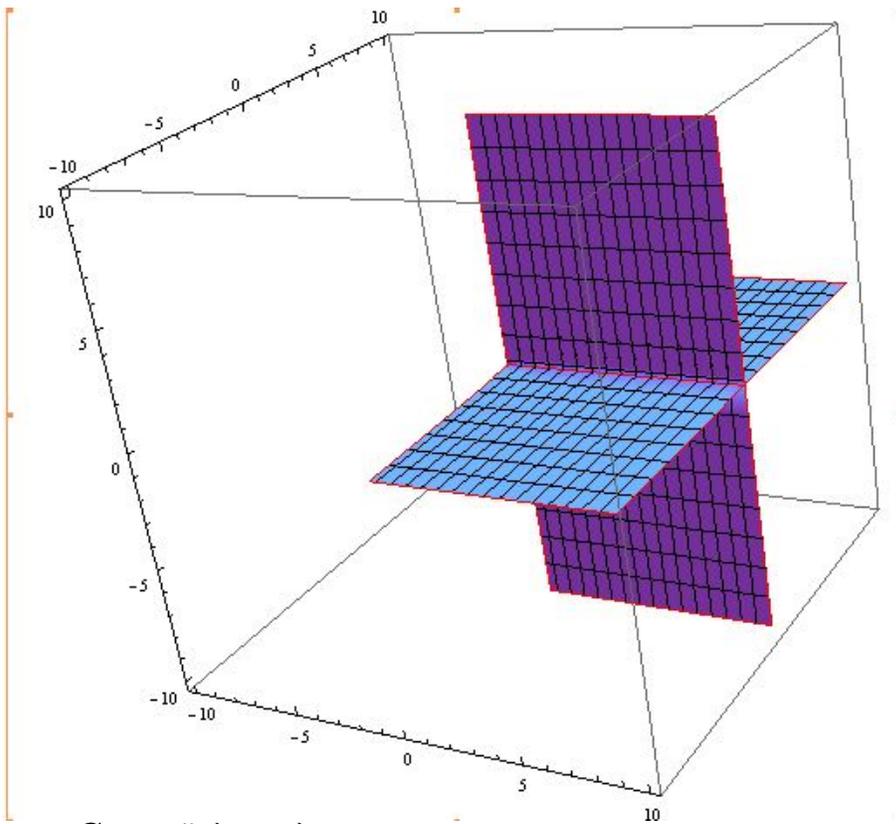
Случай $\lambda_1 = \lambda_3$:

$$x(\alpha + 1) + \sqrt{x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1)} = 0 \quad (8)$$

Упростим и приведем подобные слагаемые, получим уравнение с условиями:

$$\begin{cases} yx(\alpha + 1) = 0, \\ x(\alpha + 1) \leq 0, \\ x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1) \geq 0. \end{cases}$$

Построим множество точек, удовлетворяющее нашим условиям, получим следующую картинку:



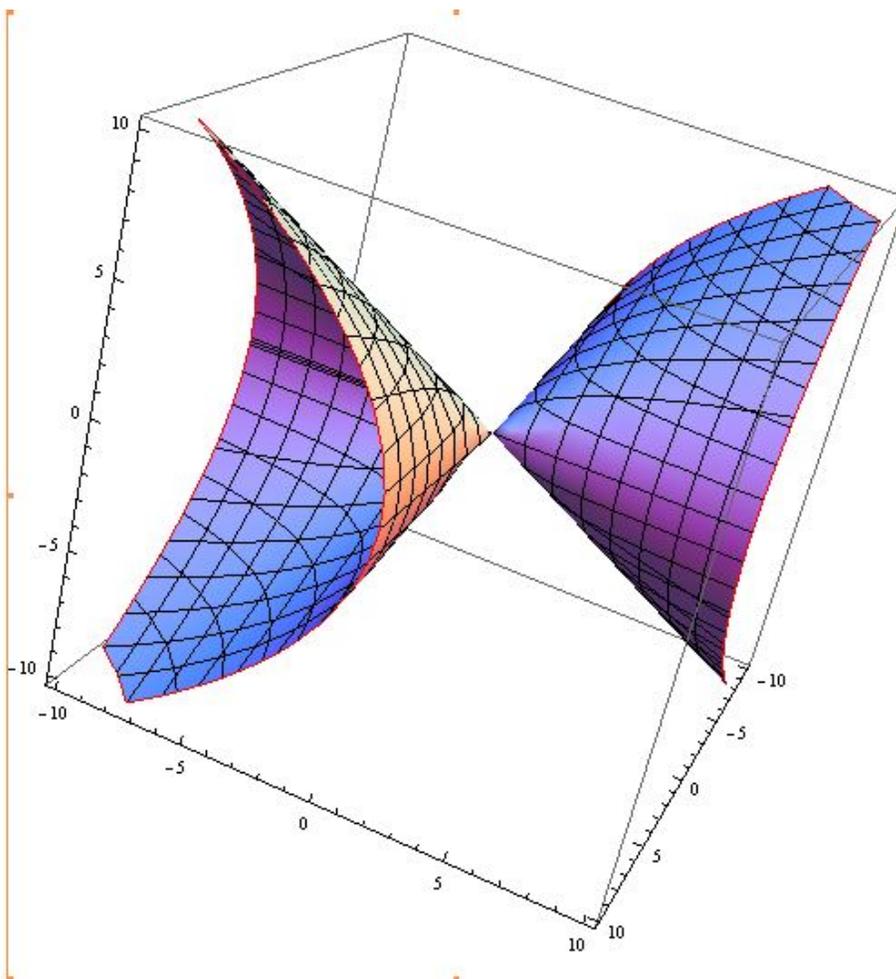
Случай $\lambda_2 = \lambda_3$:

$$x(\alpha + 1) + \sqrt{x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1)} = x(\alpha + 1) - \sqrt{x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1)} \quad (9)$$

Упростим и приведем подобные слагаемые, получим уравнение :

$$x^2(\alpha + 1)^2 + 4yz(\alpha + 1) = 0$$

Построим множество точек, удовлетворяющее уравнению, получим следующую картинку:



Видно, что коразмерность сингулярного множества оказалась равна 1, а именно в первых двух случаях получили 2 пересекающиеся полуплоскости, в третьем - конус. Значит такая алгебра нам не подходит. Прделаем те же вычисления для алгебры A_2 .

Случай A_2 Посчитаем собственные значения оператора:

$$\lambda_1 = -z;$$

$$\lambda_2 = \frac{1}{4}(3x - \sqrt{9x^2 + 16yz});$$

$$\lambda_3 = \frac{1}{4}(3x + \sqrt{9x^2 + 16yz});$$

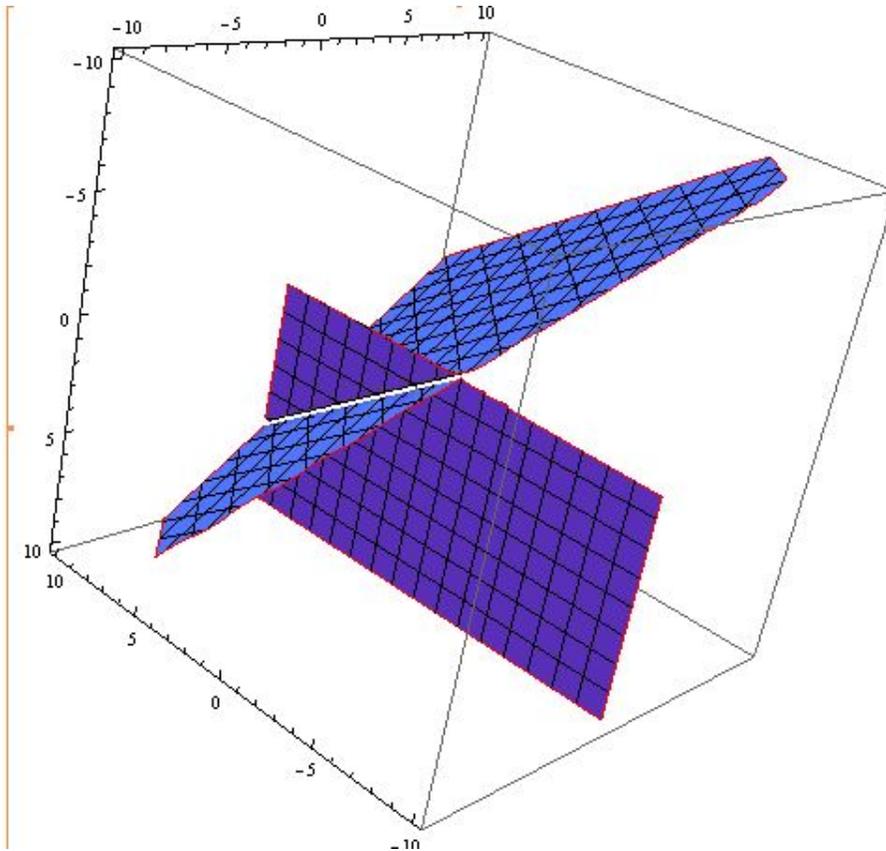
Случай $\lambda_1 = \lambda_2$:

$$\frac{1}{4}(3x - \sqrt{9x^2 + 16yz}) = -z \tag{10}$$

Упростим и приведем подобные слагаемые, получим уравнение с условиями:

$$\begin{cases} z(3x - 2y + 2z) = 0, \\ 3x + 4z \geq 0, \\ 9x^2 + 16yz \geq 0. \end{cases}$$

Построим множество точек, удовлетворяющее нашим условиям, получим следующую картинку:



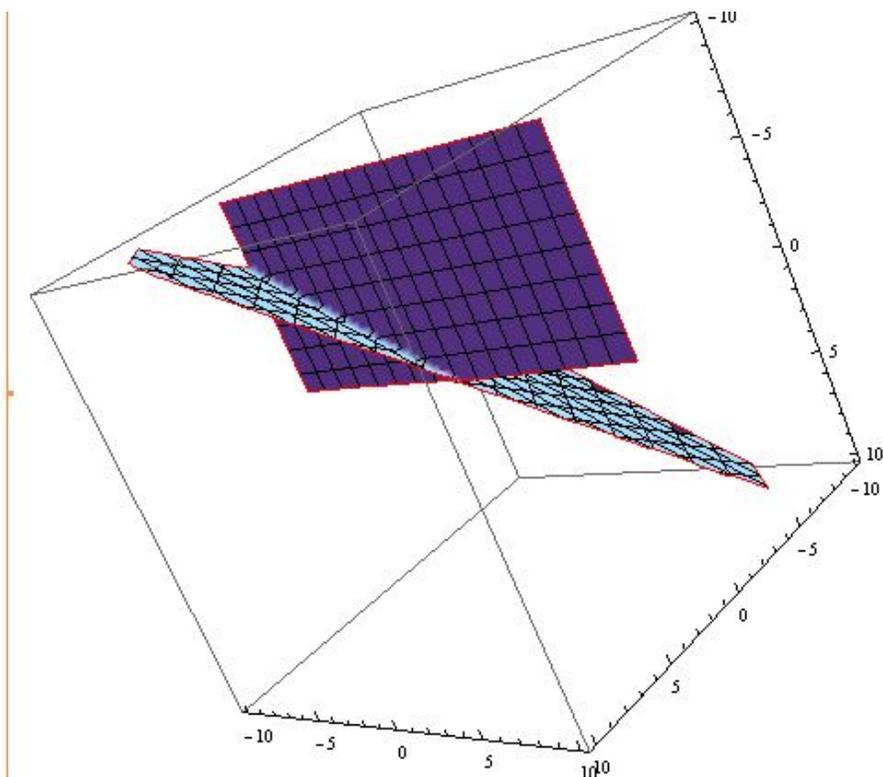
Случай $\lambda_1 = \lambda_3$:

$$\frac{1}{4}(3x + \sqrt{9x^2 + 16yz}) = -z \quad (11)$$

Упростим и приведем подобные слагаемые, получим уравнение с условиями:

$$\begin{cases} z(3x - 2y + 2z) = 0, \\ 3x + 4z \leq 0, \\ 9x^2 + 16yz \geq 0. \end{cases}$$

Построим множество точек, удовлетворяющее нашим условиям, получим следующую картинку:



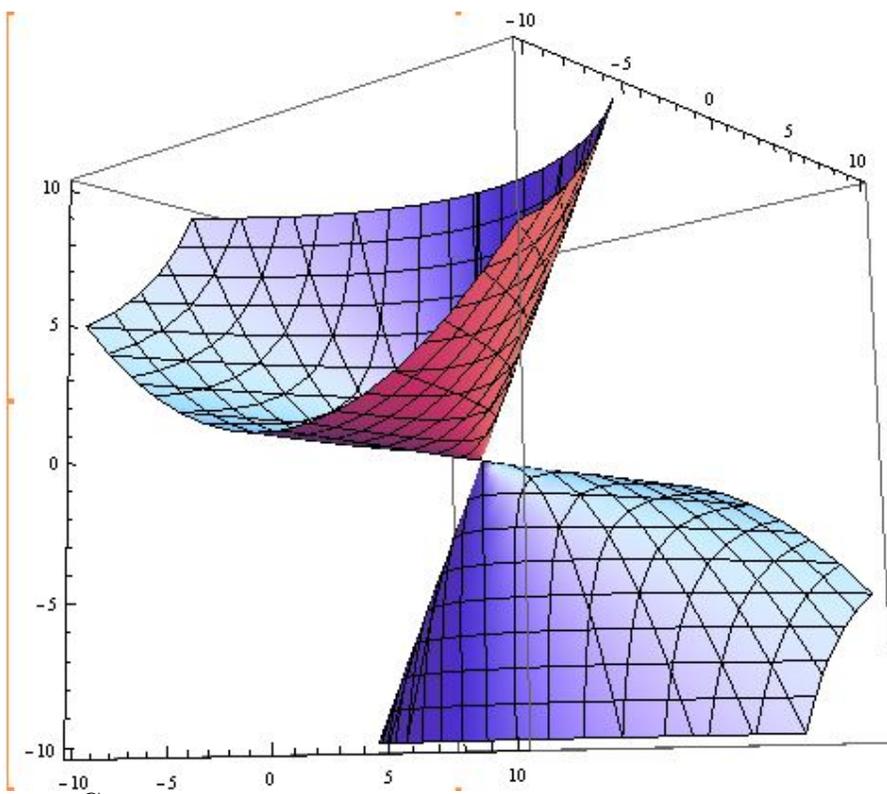
Случай $\lambda_1 = \lambda_2$:

$$\frac{1}{4}(3x - \sqrt{9x^2 + 16yz}) = \frac{1}{4}(3x + \sqrt{9x^2 + 16yz}) \quad (12)$$

Упростим и приведем подобные слагаемые, получим уравнение:

$$9x^2 + 16yz = 0.$$

Построим множество точек, удовлетворяющее уравнению, получим следующую картинку:



Снова видно, что коразмерность сингулярного множества оказалась равна 1, а именно в первых двух случаях получили 2 пересекающиеся полуплоскости, в третьем - конус. Значит такая алгебра нам не подходит.

5 Алгоритм поиска новых лево-симметрических алгебр

На этом этапе, мы исчерпали известные нетривиальные лево-симметрические алгебры, поэтому остается по определению выписать условие лево-симметричности в трехмерном случае, и проанализировать его. Возможно получится найти интересные случаи.

Выпишем равенство нулю тензора Нийенхейса в координатах:

$$(N_R)_{ij}^p = \frac{\partial R_j^p}{\partial x^l} R_i^l - \frac{\partial R_i^p}{\partial x^l} R_j^l - \frac{\partial R_j^l}{\partial x^i} R_i^p + \frac{\partial R_i^l}{\partial x^j} R_j^p \quad (13)$$

Рассмотрим линейные трехмерные операторы в общем виде:

$$R = \begin{pmatrix} a_{11}x + b_{11}y + c_{11}z & a_{12}x + b_{12}y + c_{12}z & a_{13}x + b_{13}y + c_{13}z \\ a_{21}x + b_{21}y + c_{21}z & a_{22}x + b_{22}y + c_{22}z & a_{23}x + b_{23}y + c_{23}z \\ a_{31}x + b_{31}y + c_{31}z & a_{32}x + b_{32}y + c_{32}z & a_{33}x + b_{33}y + c_{33}z \end{pmatrix}$$

В общем виде равенство нулю тензора Нийенхейса (13) будет выглядеть, как 27 уравнений на параметры a_{km}, b_{km} и c_{km} . Заметим, что $(N_R)_{ij}^p = -(N_R)_{ji}^p$, а значит $(N_R)_{ii}^p = 0$. Соответственно количество интересующих нас комбинаций (p, i, j) сокращается до 9.

Выписав все эти уравнения, необходимо потребовать равенство нулю для любых значений x, y и z . Сгруппируем получаемые уравнения по переменным, получим систему из 27 квадратичных уравнений:

$$\left\{ \begin{array}{l}
a_{11}a_{12} + a_{21}b_{12} + a_{31}c_{12} - a_{11}a_{12} - a_{22}b_{11} - a_{32}c_{11} - \\
\quad - a_{11}a_{12} - a_{12}a_{22} - a_{13}a_{32} + a_{11}b_{11} + a_{12}b_{21} + a_{13}b_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 1, 2) \\
a_{12}b_{11} + b_{12}b_{21} + b_{31}c_{12} - a_{11}b_{12} - b_{11}b_{22} - b_{32}c_{11} - \\
\quad - a_{12}b_{11} - a_{22}b_{12} - a_{32}b_{13} + b_{11}^2 + b_{12}b_{21} + b_{13}b_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 1, 2) \\
a_{12}c_{11} + b_{12}c_{21} + c_{12}c_{31} - a_{11}c_{12} - b_{11}c_{22} - c_{11}c_{32} - \\
\quad - a_{12}c_{11} - a_{22}c_{12} - a_{32}c_{13} + b_{11}c_{11} + b_{21}c_{12} + b_{31}c_{13} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 1, 2) \\
a_{11}a_{13} + a_{21}b_{13} + a_{31}c_{13} - a_{11}a_{13} - a_{23}b_{11} - a_{33}c_{11} - \\
\quad - a_{11}a_{13} - a_{12}a_{23} - a_{13}a_{33} + a_{11}c_{11} + a_{12}c_{21} + a_{13}c_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 1, 3) \\
a_{13}b_{11} + b_{13}b_{21} + b_{31}c_{13} - a_{11}b_{13} - b_{11}b_{23} - b_{33}c_{11} - \\
\quad - a_{13}b_{11} - a_{23}b_{12} - a_{33}b_{13} + b_{11}c_{11} + b_{12}c_{21} + b_{13}c_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 1, 3) \\
a_{13}c_{11} + b_{13}c_{21} + c_{13}c_{31} - a_{11}c_{13} - b_{11}c_{23} - c_{11}c_{33} - \\
\quad - a_{13}c_{11} - a_{23}c_{12} - a_{33}c_{13} + c_{11}^2 + c_{12}c_{21} + c_{13}c_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 1, 3) \\
a_{12}a_{13} + a_{22}b_{13} + a_{32}c_{13} - a_{12}a_{13} - a_{23}b_{12} - a_{33}c_{12} - \\
\quad - a_{11}b_{13} - a_{12}b_{23} - a_{13}b_{33} + a_{11}c_{12} + a_{12}c_{22} + a_{13}c_{32} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 2, 3) \\
a_{13}b_{12} + b_{13}b_{22} + b_{32}c_{13} - a_{12}b_{13} - b_{12}b_{23} - b_{33}c_{12} - \\
\quad - b_{11}b_{13} - b_{12}b_{23} - b_{13}b_{33} + b_{11}c_{12} + b_{12}c_{22} + b_{13}c_{32} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 2, 3) \\
a_{13}c_{12} + b_{13}c_{22} + c_{13}c_{32} - a_{12}c_{13} - b_{12}c_{23} - c_{12}c_{33} - \\
\quad - b_{13}c_{11} - b_{23}c_{12} - b_{33}c_{13} + c_{11}c_{12} + c_{12}c_{22} + c_{13}c_{32} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 2, 3) \\
a_{11}a_{22} + a_{21}b_{22} + a_{31}c_{22} - a_{12}a_{21} - a_{22}b_{21} - a_{32}c_{21} - \\
\quad - a_{12}a_{21} - a_{22}^2 - a_{23}a_{32} + a_{21}b_{11} + a_{22}b_{21} + a_{23}b_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 1, 2) \\
a_{22}b_{11} + b_{21}b_{22} + b_{31}c_{22} - a_{21}b_{12} - b_{21}b_{22} - b_{32}c_{21} - \\
\quad - a_{12}b_{21} - a_{22}b_{22} - a_{32}b_{23} + b_{11}b_{21} + b_{21}b_{22} + b_{23}b_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 1, 2) \\
a_{22}c_{11} + b_{22}c_{21} + c_{22}c_{31} - a_{21}c_{12} - b_{21}c_{22} - c_{21}c_{32} - \\
\quad - a_{12}c_{21} - a_{22}c_{22} - a_{32}c_{23} + b_{11}c_{21} + b_{21}c_{22} + b_{31}c_{23} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 1, 2) \\
a_{11}a_{23} + a_{21}b_{23} + a_{31}c_{23} - a_{13}a_{21} - a_{23}b_{21} - a_{33}c_{21} - \\
\quad - a_{13}a_{21} - a_{22}a_{23} - a_{23}a_{33} + a_{21}c_{11} + a_{22}c_{21} + a_{23}c_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 1, 3) \\
a_{23}b_{11} + b_{21}b_{23} + b_{31}c_{23} - a_{21}b_{13} - b_{21}b_{23} - b_{33}c_{21} - \\
\quad - a_{13}b_{21} - a_{23}b_{22} - a_{33}b_{23} + b_{21}c_{11} + b_{22}c_{21} + b_{23}c_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 1, 3) \\
a_{23}c_{11} + b_{23}c_{21} + c_{23}c_{31} - a_{21}c_{13} - b_{21}c_{23} - c_{21}c_{33} - \\
\quad - a_{13}c_{21} - a_{23}c_{22} - a_{33}c_{23} + c_{11}c_{21} + c_{21}c_{22} + c_{23}c_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 1, 3) \\
a_{12}a_{23} + a_{22}b_{23} + a_{32}c_{23} - a_{13}a_{22} - a_{23}b_{22} - a_{33}c_{22} - \\
\quad - a_{21}b_{13} - a_{22}b_{23} - a_{23}b_{33} + a_{21}c_{12} + a_{22}c_{22} + a_{23}c_{32} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 2, 3) \\
a_{23}b_{12} + b_{22}b_{23} + b_{32}c_{23} - a_{22}b_{13} - b_{22}b_{23} - b_{33}c_{22} - \\
\quad - b_{13}b_{21} - b_{22}b_{23} - b_{23}b_{33} + b_{21}c_{12} + b_{22}c_{22} + b_{23}c_{32} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 2, 3) \\
a_{23}c_{12} + b_{23}c_{22} + c_{23}c_{32} - a_{22}c_{13} - b_{22}c_{23} - c_{22}c_{33} - \\
\quad - b_{13}c_{21} - b_{23}c_{22} - b_{33}c_{23} + c_{12}c_{21} + c_{22}^2 + c_{23}c_{32} = 0, \quad (p, i, j) = (2, 2, 3)
\end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l}
a_{11}a_{32} + a_{21}b_{32} + a_{31}c_{32} - a_{12}a_{31} - a_{22}b_{31} - a_{32}c_{31} - \\
\quad - a_{12}a_{31} - a_{22}a_{32} - a_{32}a_{33} + a_{31}b_{11} + a_{32}b_{21} + a_{33}b_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (3, 1, 2) \\
a_{32}b_{11} + b_{21}b_{32} + b_{31}c_{32} - a_{31}b_{12} - b_{22}b_{31} - b_{32}c_{31} - \\
\quad - a_{12}b_{31} - a_{22}b_{32} - a_{32}b_{33} + b_{11}^b c_{31} + b_{21}b_{32} + b_{13}b_{33} = 0, \quad (p, i, j) = (3, 1, 2) \\
a_{32}c_{11} + b_{32}c_{21} + c_{31}c_{32} - a_{31}c_{12} - b_{31}c_{22} - c_{31}c_{32} - \\
\quad - a_{12}c_{31} - a_{22}c_{32} - a_{32}c_{33} + b_{11}c_{31} + b_{21}c_{32} + b_{31}c_{33} = 0, \quad (p, i, j) = (3, 1, 2) \\
a_{11}a_{33} + a_{21}b_{33} + a_{31}c_{33} - a_{13}a_{31} - a_{23}b_{31} - a_{33}c_{31} - \\
\quad - a_{13}a_{31} - a_{23}a_{32} - a_{33}^2 + a_{31}c_{11} + a_{32}c_{21} + a_{33}c_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (3, 1, 3) \\
a_{33}b_{11} + b_{21}b_{33} + b_{31}c_{33} - a_{31}b_{13} - b_{23}b_{31} - b_{33}c_{31} - \\
\quad - a_{13}b_{31} - a_{23}b_{32} - a_{33}b_{33} + b_{31}c_{11} + b_{32}c_{21} + b_{33}c_{31} = 0, \quad (p, i, j) = (3, 1, 3) \\
a_{33}c_{11} + b_{33}c_{21} + c_{31}c_{33} - a_{31}c_{13} - b_{31}c_{23} - c_{31}c_{33} - \\
\quad - a_{13}c_{31} - a_{23}c_{32} - a_{33}c_{33} + c_{11}c_{31} + c_{21}c_{32} + c_{31}c_{33} = 0, \quad (p, i, j) = (1, 1, 3) \\
a_{12}a_{33} + a_{22}b_{33} + a_{32}c_{33} - a_{13}a_{32} - a_{23}b_{32} - a_{33}c_{32} - \\
\quad - a_{31}b_{13} - a_{32}b_{23} - a_{33}b_{33} + a_{31}c_{12} + a_{32}c_{22} + a_{33}c_{32} = 0, \quad (p, i, j) = (3, 2, 3) \\
a_{33}b_{12} + b_{22}b_{33} + b_{32}c_{33} - a_{32}b_{13} - b_{23}b_{32} - b_{33}c_{32} - \\
\quad - b_{13}b_{31} - b_{23}b_{32} - b_{33}^2 + b_{31}c_{12} + b_{32}c_{22} + b_{33}c_{32} = 0, \quad (p, i, j) = (3, 2, 3) \\
a_{33}c_{12} + b_{33}c_{22} + c_{32}c_{33} - a_{32}c_{13} - b_{32}c_{23} - c_{32}c_{33} - \\
\quad - b_{13}c_{31} - b_{23}c_{32} - b_{33}c_{33} + c_{12}c_{31} + c_{22}c_{32} + c_{32}c_{33} = 0, \quad (p, i, j) = (3, 2, 3)
\end{array} \right.$$

27 уравнений, объединенные в 2 системы - это одна система уравнений, которая равнозначна равенству нулю тензора Нийенхейса для линейных операторов размерности 3. На данный момент была попытка решить или частично решить эту систему, и аналогичную ей в двумерном случае с помощью Wolfram Mathematica, что не увенчалось успехом. В продолжение работы планируется исследовать эту систему вручную. Посмотреть, не получится ли найти нетривиальные решения. Продолжить изучение планируется с изучения симметрических операторов. В моей прошлойгодней работе видно, что окрестность особой точки именно симметрического оператора имеет естественную, наиболее красивую структуру.

6 Список литературы

- [1] A. Yu. Konyaev. Linearisation of Nijenhuis tensor and left-symmetric algebras, preprint, personed communication.
- [2] В. И. Арнольд. Геометрические структуры в теории обыкновенных дифференциальных уравнений. "Регулярная и хаотическая динамика", МЦНМО, ВКМ НМУ, 1999, стр. 57-74.
- [3] Э. Б. Винберг. Выпуклые однородные конусы. Московское математическое общество. 12 (1963), стр. 340-403.
- [4] Б. Кругликов. Дюжина определений тензора Нийенхейса. В печати.
- [5] А. Т. Fomenko, А. Ю. Кonyaev. "Algebra and geometry through Hamilronian systems". - In: "Continuons and Distributed systems. Theory and Applications". Series "Solid Mechanics and its Applications". Vol. 211, pp. 3-21. Editors: V.Z.Zgurovsky, V.A.Sadovnichiy. Springer. 2014.
- [6] D. Burde, Simple left-symmetric algebras with solvable Lia algebra, Manuscripta Mathematica, 1998, Volume 95, Issue 1, pp 397-411
- [7] D. Burde, Left-symmetric algebras, or pre-Lie algebras in geometry and physics, 02 (2008)