

А. В. Бородин

Метод спектрального барисинтеза и вложение n -мерного диффеоморфизма в векторное поле

В работе методами барианализа, разработанного автором, осуществляется глобальное вложение n -мерного спектрально разложимого диффеоморфизма класса C^3 в векторное поле класса C^1 (построение дифференциального уравнения с заданной симметрией).

Ключевые слова: барианализ, спектральная бариалгебра, баридифференцируемость, диффеоморфизм, вложение, спектральный барисинтез, векторное поле, симметрия.

A. V. Borodin

A Method of Spectral Barisynthesis and Inclusion of N-Dimensional Diffeomorphism in the Vector Field

In the work by means of the methods of barianalysis, developed by the author, global inclusion of n -dimensional spectrally decomposable diffeomorphism of the class C^3 into the vector field of the class C^1 (creation of the differential equation with the set symmetry) is carried out.

Keywords: barianalysis, spectral bari-algebra, baridifferentiability, diffeomorphism, inclusion, spectral barisynthesis, a vector field, symmetry.

Данная работа является продолжением серии работ [2, 3, 4, 5], посвященных приложению барианализа к решению задач из разных разделов математического анализа. В частности, к решению задачи вложения n -мерного диффеоморфизма в векторное поле, решенную для 1-мерного диффеоморфизма класса C^6 в работе [7] и класса C^3 в работе [1]. Эта задача рассматривается в рамках метода спектрального барисинтеза, предложенного в работе [5] и примененного там к барисинтезу стационарных ДУ Шредингера.

Предполагая известными понятия и обозначения из барианализа на уровне работы [3], расширим их необходимым минимумом определений, обозначений и результатов из работ [1, 5].

1. Пусть $P = C$ (или $P = R$), $\langle P \rangle_s^n$ – гиперболическая ($s = « + »$) или эллиптическая ($s = « - »$) спектральная бариалгебра над полем P , элементами которой являются упорядоченные $(n + 1)$ -к-чисел – бариэлементы (БЭЛ):

$$\langle x \rangle = \langle x_0; \bar{x} \rangle = \langle x_0; x_1, x_2, \dots, x_n \rangle \in \langle P \rangle_s^n \quad (x_k \in P(\langle 0 \rangle)),$$

где $P(\langle 0 \rangle)$ – расширение поля P посредством нестандартных нуля $\langle 0 \rangle$ и бесконечности $\langle \infty \rangle$ (подробнее в [5]). Относительно канонического унитарного барибазиса

$$\langle e \rangle_0 = \langle 1; 0, 0, \dots, 0 \rangle, \quad \langle e \rangle_k = \langle \langle 0 \rangle; 1, \dots, 1, \langle \infty \rangle, 0, \dots, 0 \rangle \quad (k = 1, 2, \dots, n) \tag{1}$$

(где символ нестандартного нуля $\langle 0 \rangle$ стоит на нулевом, а символ нестандартной бесконечности $\langle \infty \rangle = \langle 0 \rangle^{-1}$ стоит на k -ом месте) любой БЭЛ представляется в канонической форме

$$\langle x \rangle = \langle x^0; x^1 / x^0, x^2 / x^1, \dots, x^n / x^{n-1} \rangle = \sum_{k=0}^n x^k \langle e \rangle_k, \tag{2}$$

где k -ая барикоордината

$$x^k = \mu^k(\langle x \rangle) \stackrel{def}{=} \prod_{j=0}^k x_j \in \mathbb{P}$$

– момент k -го порядка БЭЛ $\langle x \rangle$. При этом,

$$\langle x \rangle = \langle y \rangle \Leftrightarrow x^k = y^k \quad (k = 0, 1, \dots, n);$$

БЭЛ $\langle e \rangle_0$ является единицей относительно эллиптического и гиперболического умножения БЭЛ.

Согласно спектральной теореме [5], наряду с каноническим барибазисом (1), на бариалгебре $\langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$ существует спектральный барибазис

$$\langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = \frac{1}{n+1} \langle 1; \varepsilon_k^{\pm}, \varepsilon_k^{\pm}, \dots, \varepsilon_k^{\pm} \rangle \quad (k = 0, 1, \dots, n), \quad (3)$$

где $\varepsilon_k^- = \exp \frac{(2k+1)\pi}{n+1} i$, $\varepsilon_k^+ = \exp \frac{2k\pi}{n+1} i$. БЭЛ $\langle \varepsilon \rangle_k^{\pm}$ этого базиса являются эрмитовыми и обладают спектральными свойствами:

$$\langle \varepsilon \rangle_j^{\pm} \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = \begin{cases} \langle \tilde{0} \rangle, & \text{если } j \neq k \\ \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm}, & \text{если } j = k \end{cases}, \quad \sum_{k=0}^n \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = \langle e \rangle.$$

Для каждого $\langle x \rangle \in \langle \mathbb{P} \rangle_s^n$ имеет место спектральное разложение

$$\langle x \rangle = \sum_{k=0}^n x_{\pm}^k \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm}, \quad (4)$$

где спектральные барикоординаты (СБК)

$$x_{\pm}^k = \lambda_k^{\pm}(\langle x \rangle) = (n+1) \langle \langle x \rangle, \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} \rangle = \sum_{j=0}^n x^j ((\varepsilon_k^{\pm})^j)^* \quad (k = 0, 1, \dots, n) \quad (5)$$

– собственные (спектральные) значения БЭЛ $\langle x \rangle$, отвечающие его собственным элементам (3) (общим для всех БЭ), то есть

$$\langle x \rangle \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = x_{\pm}^k \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm},$$

а число $\langle \langle x \rangle, \langle y \rangle \rangle \stackrel{def}{=} \sum_{k=0}^n x^k (y^k)^*$ – барискалярное произведение БЭЛ $\langle x \rangle$ и $\langle y \rangle$.

При этом функционалы $\lambda_k^{\pm}(\langle x \rangle)$ – гомоморфизмы из $\langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$ в \mathbb{C} . Поэтому любое отображение $f: \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$, определенное на спектре $\sigma(\langle x \rangle) = \{\lambda_k^{\pm}(\langle x \rangle)\}_{k=0}^n$ БЭЛ $\langle x \rangle \in \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$, допускает продолжение до бариотображения $\langle f \rangle: \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n \rightarrow \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$ по формуле

$$\langle y \rangle = \langle f \rangle(\langle x \rangle) \stackrel{def}{=} \sum_{k=0}^n f(\lambda_k^{\pm}(\langle x \rangle)) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = \sum_{k=0}^n f(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm}. \quad (6)$$

Теперь рассмотрим общее бариотображение (БОТ)

$$\langle f \rangle: \langle x \rangle \in \mathcal{D}(\langle f \rangle) \rightarrow \langle y \rangle = \langle f \rangle(\langle x \rangle) \in \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$$

с областью определения $\mathcal{D} = \mathcal{D}(\langle f \rangle) \subseteq \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$ (бариоткрытымбарисвязным множеством). В барикоординатной форме (относительно барибазиса (1)) оно будет записано так:

$$y^k = f^k(x) = f^k(x^0, x^1, \dots, x^n) \quad (k = 0, 1, \dots, n);$$

в бариспектральной форме (относительно барибазиса (3)) оно будет иметь следующий вид:

$$y_{\pm}^k = f_{\pm}^k(x_{\pm}) = f_{\pm}^k(x_{\pm}^0, x_{\pm}^1, \dots, x_{\pm}^n) \quad (k = 0, 1, \dots, n), \quad (7)$$

где

$$f_{\pm}^k(x_{\pm}) = \mathcal{L}_k^{\pm}(\langle f \rangle(\langle x \rangle)) = (n+1) \langle \langle f \rangle(\langle x \rangle), \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} \rangle = \sum_{j=0}^n f^j(x) (\langle \varepsilon \rangle_k^{\pm})^j, \\ x = (x^0, x^1, \dots, x^n) \in \mathbb{P}^n, \quad x_{\pm} = (x_{\pm}^0, x_{\pm}^1, \dots, x_{\pm}^n) \in \mathbb{P}^n.$$

Определение 1. Бариотображение $\langle f \rangle: \mathcal{D} \rightarrow \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$ называется s -дифференцируемым в бариточке $\langle x \rangle \in \mathcal{D}$, если существует бариэлемент $\langle a \rangle \in \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$ такой, что $(\forall \Delta \langle x \rangle \in \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n: \langle x \rangle + \Delta \langle x \rangle \in \mathcal{D})$:

$$\Delta \langle y \rangle = \Delta \langle f \rangle(\langle x \rangle) = \langle f \rangle(\langle x \rangle + \Delta \langle x \rangle) - \langle f \rangle(\langle x \rangle) = (\langle a \rangle \cdot \Delta \langle x \rangle)_{\pm} + o(\|\Delta \langle x \rangle\|)$$

При этом БЭЛ $\langle a \rangle$ называется s -производной (гиперболической при $s = \langle \langle + \rangle \rangle$ и эллиптической при $s = \langle \langle - \rangle \rangle$) бариотображения $\langle f \rangle$ в бариточке $\langle x \rangle \in \mathcal{D}$ и обозначается символом $\langle f \rangle_{\pm}^l(\langle x \rangle)$ или $D_{\pm} \langle f \rangle(\langle x \rangle)$.

Понятно, что s -дифференцируемость БОТ $\langle f \rangle$ в бариточке $\langle x \rangle$ влечет дифференцируемость $\langle f \rangle$ по Фреше в $\langle x \rangle$ и равенство s -производной $D_{\pm} \langle f \rangle(\langle x \rangle)$ и производной по Фреше $D_{\pm} \langle f \rangle(\langle x \rangle)$ (относительно соответствующего барибанахова пространства $\langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$). Поэтому s -производной $D_{\pm} \langle f \rangle(\langle x \rangle)$ отвечает следующее барикоординатное (матричное) представление:

$$D_{+} \langle f \rangle(\langle x \rangle) = \langle a \rangle \cong (a_j^k = a^{\{k-j\}} = \partial_j f^k(x)), \quad (8_{+})$$

$$D_{-} \langle f \rangle(\langle x \rangle) = \langle a \rangle \cong (a_j^k = \text{sgn}(k-j) a^{\{k-j\}} = \partial_j f^k(x)), \quad (8_{-})$$

где

$$\{k-j\} \stackrel{\text{def}}{=} \begin{cases} k-j+n+1, & \text{если } k-j < 0, \\ k-j, & \text{если } k-j \geq 0; \end{cases} \quad \text{sgn}(k-j) = \begin{cases} -1, & \text{если } k-j < 0, \\ +1, & \text{если } k-j \geq 0; \end{cases}$$

$\partial_j f^k(x)$ – частная производная от функции f^k по переменной x^j в точке x .

Из (8₊) ((8₋)) следует, что БОТ $\langle f \rangle$ гиперболически (эллиптически) дифференцируемо в $\langle x \rangle$ тогда и только тогда, когда ее частные производные $\partial_j f^k$ ($j, k = 0, 1, \dots, n$) удовлетворяют соответственно условиям:

$$\partial_j f^k(x) = \partial_0 f^{\{k-j\}}(x) \quad (j, k = 0, 1, \dots, n), \quad (9_{+})$$

$$\partial_j f^k(x) = \text{sgn}(k-j) \partial_0 f^{\{k-j\}}(x) \quad (j, k = 0, 1, \dots, n), \quad (9_{-})$$

Условия (9₊) ((9₋)) являются аналогом условий Коши – Римана в комплексном анализе. Из них вытекает справедливость следующего фундаментального утверждения, касающегося структуры s -дифференцируемых БОТ [5].

Теорема 1. БОТ $\langle f \rangle: \mathcal{D} \rightarrow \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$ s -дифференцируема на D тогда и только тогда, когда его спектральное представление (7) имеет вид

$$\langle f \rangle(\langle x \rangle) = \sum_{k=0}^n f_{\pm}^k(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k, \quad (10)$$

где спектральные компоненты $f_{\pm}^k(x_{\pm}^k)$ ($k = 0, 1, \dots, n$) – дифференцируемые по соответствующим спектральным аргументам $x_{\pm}^k \in \mathbb{P}$ функции; при этом

$$D_{\pm} \langle f \rangle(\langle x \rangle) = \sum_{k=0}^n D f_{\pm}^k(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k.$$

Здесь уместно следующее важное замечание [5].

Замечание 1. 1) Поскольку согласно (5) спектральные переменные $x_{\pm}^k = \mathcal{L}_{\pm}^k(\langle x \rangle)$ принимают комплексные значения, то функции $f_{\pm}^k(x_{\pm}^k)$ в спектральном представлении (10) являются голоморфными в области своего определения $\mathcal{D}_{\pm}^k = \mathcal{D}(f_{\pm}^k) \subseteq \mathbb{C}$.

2) Векторные поля $(\partial_j f^k(x) = \partial_0 f^{\{k-j\}}(x), \quad j = 0, 1, \dots, n) (k = 0, 1, \dots, n)$ – потенциальные.

3) Векторные поля $(\partial_j f^k(x) = \partial_0 f^{\{k-j\}}(x), \quad k = 0, 1, \dots, n) (j = 0, 1, \dots, n)$ – коммутирующие.

2. Далее изложим основные результаты работы [1]. Пусть $\varphi: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ – отображение класса C^m ($m > 2$), причем,

$$\varphi(u) = u + au^2 + o(u^2) \quad (u \in \mathbb{R}, u \rightarrow 0), \quad (11)$$

где $a > 0$ – постоянная. С помощью замены функции $\varphi(u)$ на функцию $\tilde{\varphi}(u) = a\tilde{\varphi}(a^{-1}u)$ можно добиться, чтобы в (11) параметр $a = 1$ (что дальше и предполагается). Затем посредством функций $\delta(u)$ и $\delta_0(u)$ таких, что

$$\delta(u) = u^2 + o(u^2) = u^2(1 + \delta_0(u)), \quad \delta_0(u) = o(1) \quad (u \rightarrow 0),$$

функция (11) будет записана так

$$\varphi(u) = u + \delta(u) \quad (u \in \mathbb{R}, u \rightarrow 0). \quad (11')$$

Задача 1. На прямой \mathbb{R} найти векторное поле $f \in C^1(\mathbb{R})$, или автономное ДУ

$$\dot{u}(t) = f(u(t)) \quad (t \in \mathbb{R}) \quad (12)$$

такое, что соответствующая однопараметрическая группа диффеоморфизмов g^t обладает свойством

$$g^1(u_0) = \varphi(u_0) \quad (u_0 \in U(0)), \quad (13)$$

где $U(0) \subseteq \mathbb{R}$ – некоторая связная окрестность нуля.

По-другому эту задачу можно сформулировать так: найти ДУ 1-го порядка (12) такое, что для каждого u_0 из некоторой окрестности $U(0) \subseteq \mathbb{R}$ разрешима первая краевая задача

$$u(0) = u_0, \quad u(1) = \varphi(u_0).$$

Введем окрестность $U_0 = \{u \in U(0) : \varphi'(u) > 0 \wedge \varphi'' > 0\}$ точки 0. В этой окрестности отображение (11) имеет единственную неподвижную точку $u = 0$. Справедливо следующее утверждение ([1], теорема 1).

Лемма 1. Для того чтобы векторное поле $f \in C^1(\mathbb{R})$ решало задачу (12), (13) в окрестности U_0 , необходимо и достаточно, чтобы в U_0 функция f удовлетворяла условиям:

$$1) f(u) \neq 0 \quad (\forall u \neq 0), \quad 2) f(\varphi(u)) = \varphi'(u) f(u). \quad (14)$$

При этом, если в (11') $\delta'(u) = 2u + o(u)$, то есть $\delta'_0(u) = o(1)$ при $u \rightarrow 0$, то

$$f(0) = 0, \quad f'(0) = 0.$$

Таким образом, диффеоморфизм $\varphi: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ является симметрией ДУ (12) (векторного поля $f \in C^1(\mathbb{R})$) [6].

Лемма 1 (вместе с соответствующими замечаниями к ней [1]) положена в основу доказательства существования решения задачи 1. А именно, сначала с ее помощью доказано промежуточное утверждение ([1], теорема 2).

Лемма 2. Решение $f \in C^1(U_0)$, удовлетворяющее условию 1) и уравнению 2) из (14), определяется с точностью до постоянного множителя и потому единственно при выполнении соответствующего условия нормировки.

А затем – основное утверждение работы ([1], теорема 3).

Теорема 2. Если отображение (11) удовлетворяет, помимо указанных условий, еще условиям:

- a) $\varphi \in C^3(\mathbb{R})$;
- b) φ имеет на \mathbb{R} единственную неподвижную точку $u = 0$;
- c) $\delta(u) \sim u^\alpha$, $\delta'(u) \sim \alpha u^{\alpha-1}$ ($u \rightarrow +\infty$), где $\alpha = \text{const} > 1$;

то задача (12), (13) имеет глобальное решение $f \in C^1(\mathbb{R})$.

3. Теперь сформулируем аналог задачи 1 в рамках спектральной бариалгебры $\langle P \rangle_{\pm}^n$, где $P = \mathbb{R}$.

Пусть

$$\langle \varphi \rangle : \langle x \rangle \in \langle P \rangle_{\pm}^n \rightarrow \langle y \rangle = \langle \varphi \rangle(\langle x \rangle) \in \langle P \rangle_{\pm}^n \quad (14)$$

–БОТ, спектральные компоненты которого (см. (7)) имеют вид

$$y_{\pm}^k = \varphi_{\pm}^k(x_{\pm}^0, x_{\pm}^1, \dots, x_{\pm}^n), \quad (15)$$

где

$$\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}) = \sum_{j=0}^n \varphi^j(x) (\varepsilon_k^{\pm})^j, \quad (k = 0, 1, \dots, n)$$

–вещественные функции вещественных аргументов $x_{\pm}^0, x_{\pm}^1, \dots, x_{\pm}^n$ (см. (4), (5)) класса C^m ($m > 2$).

Пусть в бариокрестности $\langle U \rangle(\langle \tilde{0} \rangle) \subseteq \langle P \rangle_{\pm}^n$ бариунуля $\langle \tilde{0} \rangle$ выполнено условие

$$\langle \varphi \rangle(\langle x \rangle) = \langle x \rangle + \langle \langle a \rangle \langle x \rangle^2 \rangle_{\pm} + o(\|\langle x \rangle\|^2) \quad (\langle x \rangle \rightarrow \langle \tilde{0} \rangle), \quad (16)$$

где $\langle a \rangle = \sum_{k=0}^n a_{\pm}^k \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm}$ – бариостоянная такая, что $a_{\pm}^k > 0$ ($k = 0, 1, \dots, n$) (короче $\langle a \rangle > \langle \tilde{0} \rangle$).

Задача 2. На бариалгебре $\langle \mathbb{R} \rangle_{\pm}^n$ найти баривекторное поле $\langle f \rangle \in \langle C \rangle^1(\langle \mathbb{R} \rangle_{\pm}^n)$ (дифференцирование понимается в смысле Фреше), или автономное БДУ

$$\frac{d}{dt} \langle x \rangle(t) = \langle f \rangle(\langle x \rangle(t)) \quad (t \in \mathbb{R}) \quad (17)$$

такое, что соответствующая однопараметрическая группа баридиффеоморфизмов $\langle g \rangle^t$ обладает свойством

$$\langle g \rangle^1(\langle x \rangle_0) = \langle \varphi \rangle(\langle x \rangle_0) \quad (\langle x \rangle_0 \in \langle U \rangle(\langle \tilde{0} \rangle)), \quad (18)$$

где $\langle U \rangle(\langle \tilde{0} \rangle)$ – некоторая связная бариокрестность бариунуля. Другими словами: найти БДУ 1-го порядка (17) такое, что для каждого $\langle x \rangle_0$ из некоторой бариокрестности $\langle V \rangle(\langle \tilde{0} \rangle)$ разрешима первая краевая задача

$$\langle x \rangle(0) = \langle x \rangle_0, \quad \langle x \rangle(1) = \langle \varphi \rangle(\langle x \rangle_0).$$

Для решения этой задачи переведем ее на язык бариспектральных координат (5). На этом языке условие (16) переписывается так:

$$\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}) = x_{\pm}^k + a_{\pm}^k (x_{\pm}^k)^2 + o(\|x_{\pm}\|^2) \quad (x_{\pm} \rightarrow 0), \quad (16')$$

где $a_{\pm}^k > 0$ ($k = 0, 1, \dots, n$). Аналогично БДУ (17) примет вид системы ДУ 1-го порядка

$$\frac{d}{dt} x_{\pm}^k(t) = f_{\pm}^k(x_{\pm}(t)) \quad (k = 0, 1, \dots, n). \quad (17')$$

Наложим на БОТ $\langle \varphi \rangle$ и $\langle f \rangle$ следующие дополнительные условия (см. представление (10)):

$$\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}) = \varphi_{\pm}^k(x_{\pm}^k), \quad f_{\pm}^k(x_{\pm}) = f_{\pm}^k(x_{\pm}^k), \quad (k = 0, 1, \dots, n). \quad (19)$$

Тогда условия (16) примут вид несвязных между собой отношений:

$$\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}) = x_{\pm}^k + a_{\pm}^k(x_{\pm}^k)^2 + o(\|x_{\pm}^k\|^2) \quad (x_{\pm}^k \rightarrow 0), \quad (20)$$

а система ДУ (17) распадется на систему несвязных между собой ДУ 1-го порядка

$$\frac{d}{dt} x_{\pm}^k(t) = f_{\pm}^k(x_{\pm}^k(t)) \quad (k = 0, 1, \dots, n). \quad (21)$$

Таким образом, при дополнительных условиях (19) задача 2 разлагается на конечное число $(n+1)$ задач 1. Согласно теореме 2 каждая из этих задач при соблюдении функциями $\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}^k)$ условий а), б), с) имеет единственное глобальное решение $f_{\pm}^k(x_{\pm}^k) \in C^1(\mathbb{R})$ ($k = 0, 1, \dots, n$). Подставляя эти решения в формулу (см. (10))

$$\langle f \rangle(\langle x \rangle) = \sum_{k=0}^n f_{\pm}^k(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm}, \quad (22)$$

получим решение $\langle f \rangle(\langle x \rangle) \in \langle C \rangle^1(\langle \mathbb{R} \rangle^n)$ задачи 2 (вообще говоря, комплекснозначное). Такой метод получения решения задачи 2 называется *спектральным барисинтезом* [5].

Тем самым доказано следующее утверждение.

Теорема 3. Если отображение (14) такое, что ее спектральные компоненты (15) удовлетворяют условиям (19), (20) и условиям теоремы 2, то задача 2 имеет глобальное решение (22) из класса $\langle C \rangle^1(\langle \mathbb{R} \rangle^n)$.

Поскольку по лемме 1 спектральные компоненты решения (22) необходимо удовлетворяют уравнениям

$$f_{\pm}^k(\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}^k)) = (\varphi_{\pm}^k)'(x_{\pm}^k) f_{\pm}^k(x_{\pm}^k), \quad (k = 0, 1, \dots, n),$$

то

$$\begin{aligned} \langle f \rangle(\langle \varphi \rangle(\langle x \rangle)) &= \sum_{k=0}^n f_{\pm}^k(\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}^k)) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = \sum_{k=0}^n f_{\pm}^k(\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}^k)) (\varphi_{\pm}^k)'(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = \sum_{k=0}^n (\varphi_{\pm}^k)'(x_{\pm}^k) f_{\pm}^k(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = \\ &= \sum_{k=0}^n (\varphi_{\pm}^k)'(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} \cdot \sum_{k=0}^n f_{\pm}^k(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} = \langle \varphi \rangle'(\langle x \rangle) \cdot \langle f \rangle(\langle x \rangle)_{\pm}, \end{aligned}$$

то есть и само решение (22) необходимо удовлетворяет аналогичному бариуравнению

$$\langle f \rangle(\langle \varphi \rangle(\langle x \rangle)) = \langle \varphi \rangle'(\langle x \rangle) \langle f \rangle(\langle x \rangle). \quad (23)$$

Следовательно, диффеоморфизм $\langle \varphi \rangle: \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n \rightarrow \langle \mathbb{P} \rangle_{\pm}^n$, удовлетворяющий указанным в теореме 3 условиям, является *симметрией* ДУ (17), (22) (векторного поля (22)).

Вопрос о том, является ли условие (23) достаточным для того, чтобы БОТ $\langle f \rangle(\langle x \rangle)$ разрешало задачу 2 в общем случае (16) (без соблюдения условия (19)), остается открытым.

Замечание 2. Ввиду теоремы 1 условие (19) заведомо выполняется, если (14) – *s-дифференцируемое* БОТ. Однако при этом, согласно замечанию 1, спектральные компоненты (19) будут голоморфными функциями, и, следовательно, задачу 1 необходимо решить в классе голоморфных функций φ и f .

К сказанному уместно добавить, что можно с самого начала взять $(n+1)$ диффеоморфизмов $\varphi_{\pm}^k(x_{\pm}^k): \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ ($k = 0, 1, \dots, n$), удовлетворяющих условиям теоремы 2, и вложить каждый из них в векторное поле $f_{\pm}^k \in C^1(\mathbb{R})$ ($k = 0, 1, \dots, n$) соответственно. Тогда спектрально барисинтезированный диффеоморфизм

$$\langle \varphi \rangle(\langle x \rangle) = \sum_{k=0}^n \varphi_{\pm}^k(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm}: \langle \mathbb{R} \rangle_{\pm}^n \rightarrow \langle \mathbb{C} \rangle_{\pm}^n$$

будет соответственно вложенным в векторное поле (в общем случае, комплекснозначное)

$$\langle f \rangle(\langle x \rangle) = \sum_{k=0}^n f_{\pm}^k(x_{\pm}^k) \langle \varepsilon \rangle_k^{\pm} \in \langle C \rangle^1(\langle \mathbb{R} \rangle^n)$$

и удовлетворяющим условию симметрии (23).

Библиографический список

1. Арнольд, В. И. Дополнительные главы теории обыкновенных дифференциальных уравнений [Текст] / В. И. Арнольд. – М. : Наука, 1978. – 304 с.
2. Бородин, А. В. Барианализ точных решений нелинейных эволюционных уравнений [Текст] / А. В. Бородин // Ярославский педагогический вестник. – 2007. – № 3 (52). – С. 72–78.
3. Бородин, А. В. Бариоперационный метод решения алгебраических уравнений [Текст] / А. В. Бородин // Ярославский педагогический вестник. – 2010. – № 2. – Т. III (Естественные науки). – С. 7–14.
4. Бородин, А. В. Бариоперационный метод решения нелинейных эволюционных уравнений [Текст] / А. В. Бородин // Ярославский педагогический вестник. – 2012. – № 3 – Т. III (Естественные науки). – С. 50–56.
5. Бородин, А. В. Многомерный барианализ и его приложения. Часть I [Текст] / А. В. Бородин. – Ярославль : Изд-во ЯГТУ, 2005. – 432 с.
6. Бородин, А. В. О вложении диффеоморфизма класса C^3 в векторное поле [Текст] / А. В. Бородин // Математика и математическое образование. Теория и практика : Межвуз. сб. научн. тр. – Вып. 2. – Ярославль : Изд-во ЯГТУ, 2001. – С. 14–37.
7. Newhouse S., Palis J., Takens F. // Publ. Math. INES. – 1983. – V. 57. – P. 5–72.

Bibliograficheskiy spisok

1. Arnol'd, V. I. Dopolnitel'nye glavy teorii obyknovennyh differencial'nyh uravnenij [Tekst] / V. I. Arnol'd. – М. : Nauka, 1978. – 304 s.
2. Borodin, A. V. Bariantaliztochnyh reshenij nelinejnyh jevoljucionnyh uravnenij [Tekst] / A. V. Borodin // Jaroslavskij pedagogicheskij vestnik. – 2007. – № 3 (52). – S. 72–78.
3. Borodin, A. V. Barioperacionnyj metodreshenija algebraicheskikh uravnenij [Tekst] / A. V. Borodin // Jaroslavskij pedagogicheskij vestnik. – 2010. – № 2. – Т. III (Estestvennyye nauki). – S. 7–14.
4. Borodin, A. V. Barioperacionnyj metodreshenija nelinejnyh jevoljucionnyh uravnenij [Tekst] / A. V. Borodin // Jaroslavskij pedagogicheskij vestnik. – 2012. – № 3 – Т. III (Estestvennyye nauki). – S. 50–56.
5. Borodin, A. V. Mnogomernyj barianaliz i ego prilozhenija. Chast' I [Tekst] / A. V. Borodin. – Jaroslavl' : Izd-vo JaGTU, 2005. – 432 s.
6. Borodin, A. V. O vlozhenii diffeomorfizma klassa C^3 v vektornoe pole [Tekst] / A. V. Borodin // Matematika i matematicheskoe obrazovanie. Teorija i praktika : Mezhvuz. sb. nauchn. tr. – Vyp. 2. – Jaroslavl' : Izd-vo JaGTU, 2001. – S. 14–37.
7. Newhouse S., Palis J., Takens F. // Publ. Math. INES. – 1983. – V. 57. – P. 5–72.