

*Московский институт электроники и математики
Национального исследовательского университета
«Высшая Школа Экономики»*

**Ряды Пюизё, алгебраические
инварианты и интегрируемость
полиномиальных динамических
систем на плоскости**

Демина Мария Владимировна
maria_dem@mail.ru

30 октября 2019 года, Москва

Цель работы: нахождение первых интегралов Дарбу и Лиувилля для полиномиальных динамических систем на плоскости

План доклада:

- *Основные определения*
- *Необходимые и достаточные условия интегрируемости*
- *Проблема Пуанкаре*
- *Методы построения алгебраических инвариантов*
- *Метод рядов Пюизё*
- *Динамические системы Льенара*
- *Дальнейшее развитие и обобщения*
- *Заключение*

Основные определения

Полиномиальная динамическая система:

$$x_t = P(x, y), \quad y_t = Q(x, y), \quad P(x, y), Q(x, y) \in \mathbb{C}[x, y].$$

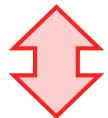
Векторное поле: $\mathcal{X} = P(x, y) \frac{\partial}{\partial x} + Q(x, y) \frac{\partial}{\partial y}$

Определение 1. Функцию $I(x, y): D \subseteq \mathbb{C}^2 \rightarrow \mathbb{C}$ называют **первым интегралом** векторного поля, \mathcal{X} если $I(x(t), y(t)) \equiv C, (x(t), y(t)) \in D$

$$I(x, y) \in C^1(D) \quad \xrightarrow{\text{ }} \quad \mathcal{X}I = 0$$

Основные определения

$$x_t = P(x, y), \quad y_t = Q(x, y)$$



$$\omega = Q(x, y)dx - P(x, y)dy$$

- Интегрирующий множитель $S(x, y) : D \subset \mathbb{C}^2 \rightarrow \mathbb{C}$

$$S(x, y)\{Q(x, y)dx - P(x, y)dy\} = dI(x, y)$$

$$\mathcal{X}S = -\operatorname{div}(\mathcal{X})S, \quad (x, y) \in D$$

$$\operatorname{div}(\mathcal{X}) = P_x + Q_y$$

- Симплектическая форма $\Omega = S(x, y)dx \wedge dy$

Основные определения

(K, Δ) – дифференциальное поле

Расширение Лиувилля дифференциального поля:

$$\mathbb{C}(x, y) = K_0 \subset K_1 \subset \dots \subset K_M = L, K_{j+1} = K_j(s)$$

- s – алгебраический элемент K_j ;
- $\forall \delta \in \Delta \Rightarrow \delta s \in K_j$;
- $\forall \delta \in \Delta \Rightarrow \frac{\delta s}{s} \in K_j, \quad s \neq 0$

Определение 2. Функцию $I(x, y) \in L$ принято называть *функцией Лиувилля*.

Основные определения

Функция Дарбу:

$$I(x, y) = F_1^{d_1}(x, y) \dots F_r^{d_r}(x, y) \exp\{R(x, y)\},$$

$$F_j(x, y) \in \mathbb{C}[x, y], \quad R(x, y) \in \mathbb{C}(x, y), \quad d_1, \dots, d_r \in \mathbb{C}.$$

Определение 3. Векторное поле \mathcal{X} и соответствующая динамическая система, имеющая своим первым интегралом *функцию Дарбу*, называется интегрируемой по Дарбу.

Определение 4. Векторное поле \mathcal{X} и соответствующая динамическая система, имеющая своим первым интегралом *функцию Лиувилля*, называется интегрируемой по Лиувиллю.

Основные определения

$$\omega = Q(x, y)dx - P(x, y)dy$$

$$\mathcal{X} = P(x, y) \frac{\partial}{\partial x} + Q(x, y) \frac{\partial}{\partial y}$$

- Алгебраические инварианты (полиномы Дарбу)

$$F(x, y) \in \mathbb{C}[x, y] \setminus \mathbb{C} : \quad \mathcal{X}F = \lambda(x, y)F, \quad \lambda \in \mathbb{C}[x, y]$$

кофактор

- Экспоненциальные инварианты

$$E = \exp(g/f) \notin \mathbb{C} : \mathcal{X}E = \varrho(x, y)E, \quad \varrho \in \mathbb{C}[x, y]$$

$$g(x, y), \quad f(x, y) \in \mathbb{C}[x, y]$$

кофактор

Необходимые и достаточные условия

$$\omega = Q(x, y)dx - P(x, y)dy$$

$$\mathcal{X} = P(x, y) \frac{\partial}{\partial x} + Q(x, y) \frac{\partial}{\partial y}$$

$$\mathcal{X}F_j = \lambda_j F_j, \quad j = 1, \dots, r;$$

$$\mathcal{X}E_k = \varrho_k E_k, \quad k = 1, \dots, s$$

$$\sum_{j=1}^r d_j \lambda_j + \sum_{k=1}^s e_k \varrho_k + \operatorname{div}(\mathcal{X}) = 0$$



Интегрируемость
по Лиувиллю

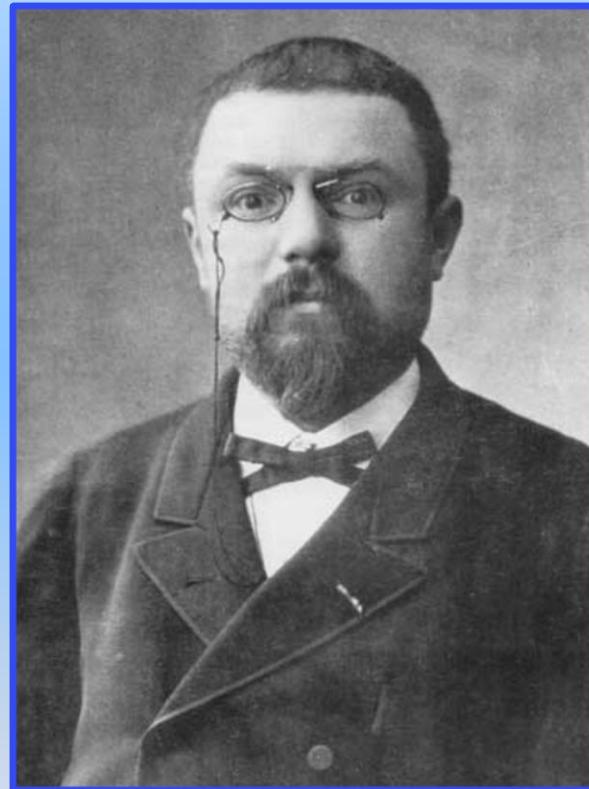
$$d_1, \dots, d_r \in \mathbb{C}, \quad e_1, \dots, e_s \in \mathbb{C}$$

[J.G. Darboux 1878, M.F. Singer 1992, C. Christopher 1999]

Проблема Пуанкаре



Jean-Gaston Darboux (1842-1917)



Henri Poincaré (1854-1912)

Проблема Пуанкаре

Формулировка проблемы. Для заданного векторного поля \mathcal{X} найти оценку сверху для степеней неприводимых алгебраических инвариантов: $\mathcal{P}(\mathcal{X})$.

Частичное решение 1. Если все неприводимые алгебраические инварианты векторного поля $\mathcal{P}(\mathcal{X}) \leq \deg \mathcal{X} + 1$.
 \mathcal{X} являются гладкими, то

[D. Cerveau, A. Lins Neto, 1991]

Частичное решение 2. Если все неприводимые алгебраические инварианты векторного поля \mathcal{X} не содержат дикритических особых точек, то

$\mathcal{P}(\mathcal{X}) \leq \deg \mathcal{X} + 2$.

[M. M. Carnicer, 1994]

Методы построения алгебраических инвариантов

- Метод неопределенных коэффициентов (метод Преля и Зингера);
- Метод Лагутинского;
- Метод разложения на весооднородные компоненты;
$$X^{(0)} F^{(0)} = \lambda^{(0)}(x, y) F^{(0)}$$
- Методы, использующие симметрии динамической системы;
- Метод дробно-степенных рядов (рядов Пюизё)

Метод рядов Пюизё

- $y(x) = \sum_{k=0}^{+\infty} b_k x^{\frac{l_0}{n} - \frac{k}{n}}, \quad \varepsilon_1 < |x| < \infty$ $l_0 \in \mathbb{Z}, \quad n \in \mathbb{N}$
- $y(x) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k (x - x_0)^{\frac{l_0}{n} + \frac{k}{n}}, \quad 0 < |x - x_0| < \varepsilon_2$

$F(x, y) = 0, \quad y = y(x)$

$$P(x, y)y_x - Q(x, y) = 0$$

Лемма 1. Пусть ряд Пюизё $y(x)$ удовлетворяет уравнению $F(x, y) = 0$, где $F(x, y)$ – алгебраический инвариант. Тогда $P(x, y)y_x - Q(x, y) = 0$.

Метод рядов Пюизё

$\{W(x, y)\}_+ =$ полиномиальная часть $W(x, y)$

$\{W(x, y)\}_- = W(x, y) - \{W(x, y)\}_+$

Теорема 1. Пусть $F(x, y), F_y \not\equiv 0$ – неприводимый алгебраический инвариант векторного поля \mathcal{X} . Тогда $F(x, y)$ имеет вид

$$F(x, y) = \left\{ \mu(x) \prod_{j=1}^N \{y - y_j(x)\} \right\}_+, \quad \mu(x) \in \mathbb{C}[x], \quad N \in \mathbb{N},$$

где $\{y_j(x)\}$ попарно различные ряды Пюизё в окрестности бесконечности, удовлетворяющие уравнению

$$P(x, y)y_x - Q(x, y) = 0.$$

Метод рядов Пюизё

Нахождение $\mu(x)$

Лемма 2. Пусть существует конечное число рядов Пюизё в окрестности точки x_0 , удовлетворяющих уравнению $P(x, y)y_x - Q(x, y) = 0$ и имеющих отрицательные показатели степеней в доминантных членах:

$$y_{j, x_0}(x) = b_0^{(j)}(x - x_0)^{-q_j} + \dots, \quad b_0^{(j)} \neq 0,$$
$$q_j \in \mathbb{Q}, \quad q_j > 0, \quad 1 \leq j \leq J \in \mathbb{N}$$

Тогда кратность точки x_0 для многочлена $\mu(x)$ ограничена

$$\deg_{x_0} \mu(x) \leq \sum_{j=1}^J q_j$$

Метод рядов Пюизё

Нахождение кофактора

Теорема 2. Пусть $F(x, y), F_y \not\equiv 0$ – неприводимый алгебраический инвариант векторного поля \mathcal{X} . Тогда $\lambda(x, y)$ имеет вид

$$\lambda(x, y) = \left\{ \sum_{m=0}^{\infty} \left(\sum_{l=1}^L \frac{P(x, y)\nu_l x_l^m}{x^{m+1}} + \sum_{j=1}^N \frac{\{Q(x, y) - P(x, y)y_{j, x}\}y_j^m}{y^{m+1}} \right) \right\}_+,$$

где $\{y_j(x)\}$ попарно различные дробно-степенные ряды в окрестности бесконечности, удовлетворяющие уравнению

$$P(x, y)y_x - Q(x, y) = 0 \quad \text{и} \quad \mu(x) = \prod_{l=1}^L (x - x_l)^{\nu_l}.$$

Метод рядов Пюизё

Количество различных алгебраических инвариантов

Теорема 3. Векторное поле \mathcal{X} имеет не более одного неприводимого алгебраического инварианта $F(x, y)$, такого что $F(x, y(x)) = 0$, где $y(x)$ ряд Пюизё, удовлетворяющий уравнению $P(x, y)y_x - Q(x, y) = 0$ и имеющий фиксированные коэффициенты.

Теорема 4. (Проблема Пуанкаре) Пусть векторное поле \mathcal{X} принадлежит классу $A_{N, 0}$. Тогда выполнено

$$\mathcal{P}(\mathcal{X}) \leq \deg \mathcal{X} + 1.$$

Метод рядов Пюизё

Шаг 1.

$$P(x, y)y_x - Q(x, y) = 0$$

$$\{y_j(x), x = \infty\}$$

$$\{y_k(x), x = x_0\}$$

Шаг 2.

$$\left\{ \mu(x) \prod_{j=1}^N \{y - y_j(x)\} \right\}_- = 0$$

Шаг 3.

$$\begin{cases} \mathcal{X}F(x, y) = \lambda(x, y)F(x, y) \\ F(x, y) = 0 \end{cases}$$

Метод рядов Пюизё

Экспоненциальные инварианты

$$\deg \varrho(x, y) \leq \deg \mathcal{X} - 1$$

- $E = \exp(g) : \quad \mathcal{X}g = \varrho(x, y)$
- $E = \exp(g/f) : \mathcal{X}f = \lambda(x, y)f, \mathcal{X}g = \lambda(x, y)g + \varrho(x, y)f$

Теорема 5.

$$f(x, y(x)) = 0 \quad \xrightarrow{\hspace{100pt}} \quad \frac{\lambda(x, y(x))}{P(x, y(x))} = \sum_{k=n}^{\infty} b_k x^{-k/n}, \quad b_n \in \mathbb{Q}$$

$x = \infty$

$y(x)$ — Ряды Пюизё в окрестности бесконечности

Динамические системы Льенара

$$x_{tt} + f(x)x_t + g(x) = 0, \quad f(x), \quad g(x) \in \mathbb{C}[x]$$

(DL)

$$\deg f = m, \deg g = n$$

Уравнение Дуффинга: $x_{tt} + \alpha x_t + \varepsilon x^3 + \sigma x = 0$

Уравнение Дуффинга-
Ван-дер-Поля:

$$x_{tt} + (3x^2 + \alpha)x_t + \varepsilon x^3 + \sigma x = 0$$

Система ФитцХью-
Нагумо:

$$\begin{cases} x_t = -x^3 + ex^2 + \sigma x - y + \delta, \\ y_t = \alpha x + \beta y \end{cases}$$

Динамические системы Льенара

Теорема [K. Odani, 1995]. Пусть $m \geq n$, $f \neq 0$, $g \neq 0$, $\frac{f}{g} \neq C$.

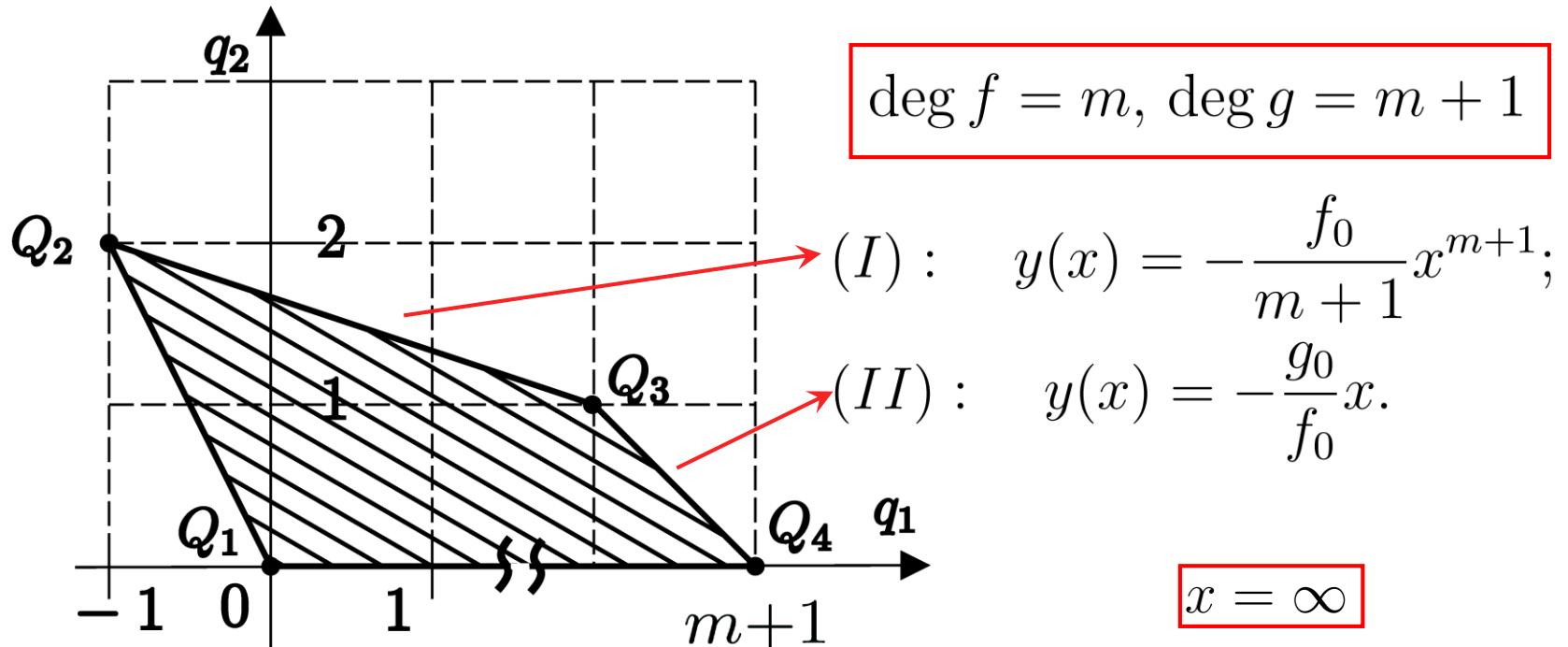
Тогда DL не имеет инвариантных алгебраических кривых.

Теорема [M. Hayashi, 1996]. Пусть $n = m + 1$. Тогда для неприводимых инвариантных алгебраических кривых DL выполнено $\deg_y F = 1$.

Теорема [H. Zoladek, 1998]. Пусть $m < n$, $n \neq 2m + 1$. Тогда для неприводимых инвариантных алгебраических кривых DL выполнено $\deg_y F = 1$ или $\deg_y F = 2$.

Динамические системы Льенара

$$x_t = y, \quad y_t = -f(x)y - g(x) \quad \longleftrightarrow \quad yy_x + f(x)y + g(x) = 0$$



Динамические системы Льенара

Квадратичные динамические системы Льенара (QDL)

$$x_t = y, \quad y_t = -2xy + x^2 - \sigma x - \delta$$

Теорема 6. Степени неприводимых алгебраических инвариантов квадратичных динамических систем Льенара не ограничены.

$$\deg_y F = M, \quad \deg_x F = 2M - 1, \quad M \in \mathbb{N}.$$

$$\sigma = -1, \quad \delta = \frac{(2M-3)(2M+1)}{16}$$

Динамические системы Лъенара

Замена переменных:

$$n = m + 1$$

$$\begin{cases} x = s, y = z - h(s) \Leftrightarrow s = x, z = y + h(x) \\ h_x = f + \varrho, \quad \varrho = -\frac{(m+1)g_0}{f_0} \end{cases}$$

$$s_t = z - h(s), \quad z_t = \varrho\{z - h(s)\} - g(s)$$

(DLN)

Теорема 7. Пусть $n = m + 1$ и $G(s, z)$ - неприводимая инвариантная алгебраическая кривая для DLN . Тогда $\deg_s G = 0$ или $\deg_s G = m + 1$.

Динамические системы Льенара

Уравнение Дуффинга- Ван-дер-Поля:

$$x_{tt} + (3x^2 + \alpha)x_t + \varepsilon x^3 + \sigma x = 0$$

Классификация:

- $\sigma = -\frac{\varepsilon}{9}(\varepsilon - 3\alpha)$, $\deg_y F = 1$
- $\sigma = \varepsilon(\alpha - \varepsilon)$, $\deg_y F = 1$
- $\alpha = 2\varepsilon$, $\sigma = \frac{8\varepsilon^2}{9}$, $\deg_y F = 2$
- $\alpha = -\frac{2\varepsilon}{3}$, $\sigma = -\frac{4\varepsilon^2}{3}$, $\deg_y F = 2$
- $\alpha = \frac{5\varepsilon}{2}$, $\sigma = \frac{25\varepsilon^2}{18}$, $\deg_y F = 3$
- $\alpha = \frac{40\varepsilon}{21}$, $\sigma = \frac{125\varepsilon^2}{147}$, $\deg_y F = 3$
- $\alpha = -\frac{20\varepsilon}{27}$, $\sigma = -\frac{125\varepsilon^2}{81}$, $\deg_y F = 3$

Динамические системы Льенара

Система Дуффинга – Ван-дер Поля:

$$x_t = y, \quad y_t = -(3x^2 + \alpha)y - (\varepsilon x^3 + \sigma x), \quad \varepsilon \neq 0$$

Теорема 8. Динамическая система Дуффинга – Ван-дер-Поля интегрируема по Лиувиллю тогда и только тогда, когда $\alpha = 4\varepsilon/3$, $\sigma = \varepsilon^2/3$.

Обобщенная система Дуффинга:

$$x_t = y, \quad y_t = -\alpha y - \varepsilon x^m - \sigma x, \quad m \in \mathbb{N}, \quad m \geq 2$$

Теорема 9. Обобщенная система Дуффинга интегрируема по Лиувиллю тогда и только тогда, когда

$$m = 2, \sigma = \pm \frac{6\alpha^2}{25} \quad \text{и} \quad m > 2, \sigma = \frac{2\alpha^2(m+1)}{(m+3)^2}.$$

Дальнейшее развитие и обобщения

Обобщенные ряды Пюизё

$$l_0 \in \mathbb{Z}, \quad n \in \mathbb{N}$$

$$\blacktriangleright y(x, t) = \sum_{k=0}^{+\infty} b_k(t) x^{\frac{l_0}{n} - \frac{k}{n}}, \quad x \in \dot{U}_{\varepsilon_1}(\infty), \quad t \in T$$

$$\blacktriangleright y(x, t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k(t) (x - x_0)^{\frac{l_0}{n} + \frac{k}{n}}, \quad x \in \dot{U}_{\varepsilon_2}(x_0), \quad t \in T$$

Неавтономные динамические системы:

$$x_t = P(x, y, t), \quad y_t = Q(x, y, t)$$

$$P, Q \in \mathbb{M}(D)[x, y]$$



$$y_t + P(x, y, t)y_x - Q(x, y, t) = 0$$

Дальнейшее развитие и обобщения

УЧП:

$$u(s, \tau) = x(z), z = s + v_0 \tau$$

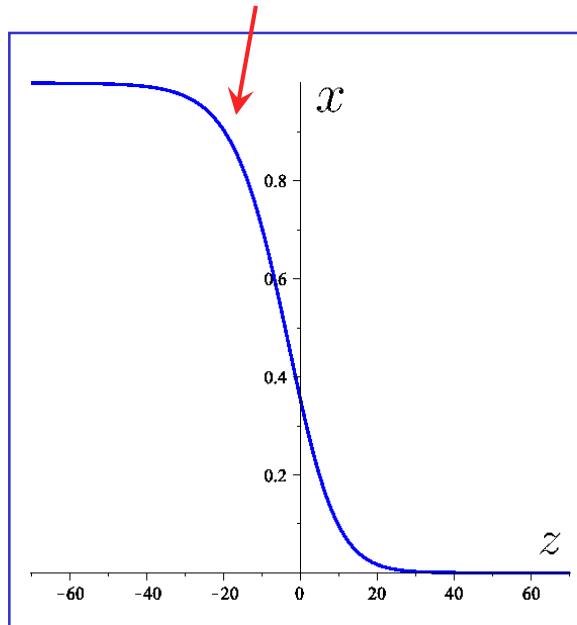
ОДУ:

$$E(u, u_\tau, u_s, u_{\tau\tau}, u_{s\tau}, u_{ss}, \dots) = 0$$

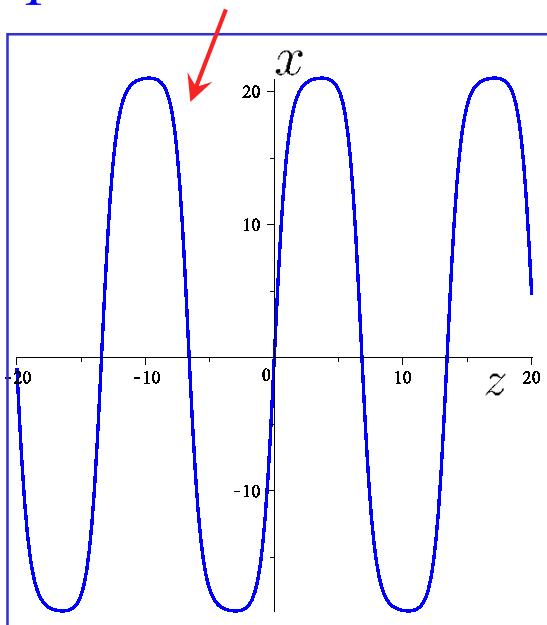


$$R(x, x_z, x_{zz}, \dots) = 0$$

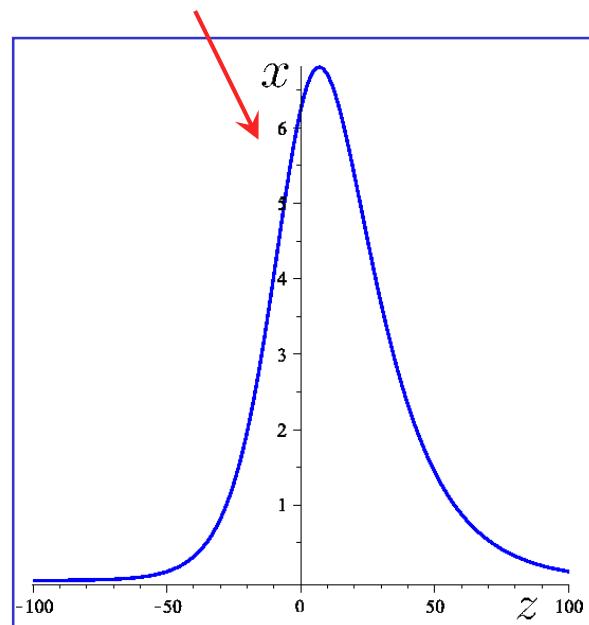
Кинк



Периодическая волна



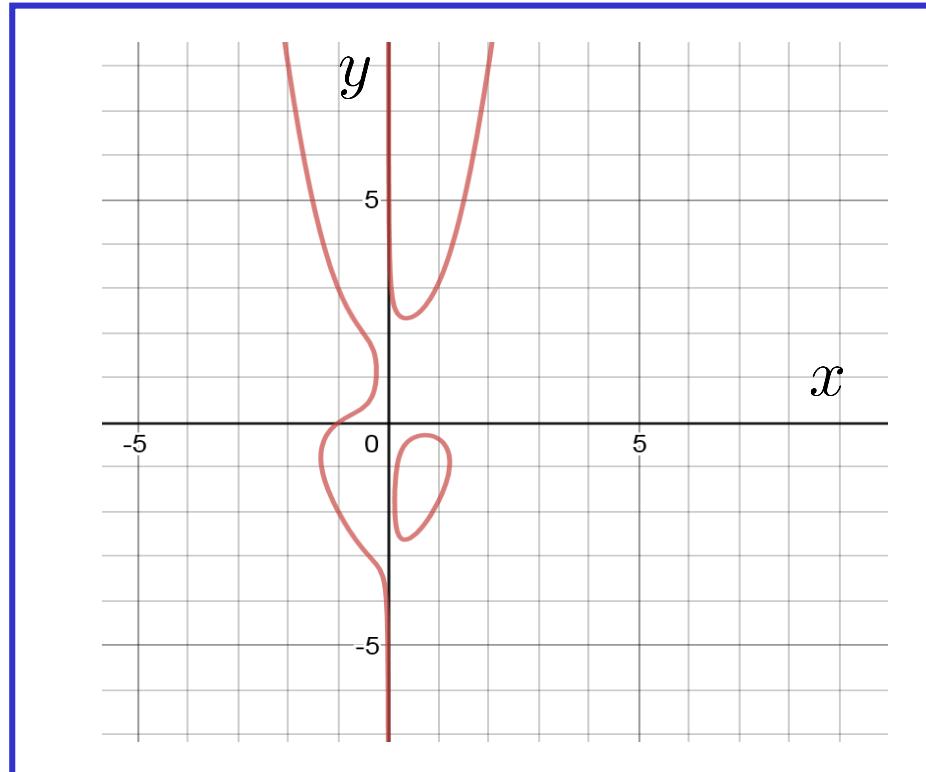
Уединённая волна



Дальнейшее развитие и обобщения

Алгебраическая формулировка второй части XVI-ой проблемы Гильберта

Для заданного векторного поля \mathcal{X} найти оценку сверху
для числа алгебраических предельных циклов.



Заключение

- 1. Предложен новый метод построения и классификации алгебраических инвариантов.*
- 2. Выведено общее представление для алгебраических инвариантов и их кофакторов.*
- 3. Решена проблема Пуанкаре для некоторых семейств динамических систем на плоскости.*
- 4. Решена проблема интегрируемости по Дарбу и Лиувиллю для некоторых нелинейных осцилляторов, в том числе для осцилляторов Дуффинга и Дуффинга – Ван-дер-Поля.*
- 5. Найдены новые точные решения для осциллятора Дуффинга – Ван-дер-Поля.*