

12 к.

51  
Н76

13

МАТЕРИАЛЫ  
ХХII ВСЕСОЮЗНОЙ  
НАУЧНОЙ  
СТУДЕНЧЕСКОЙ  
КОНФЕРЕНЦИИ

«Студент  
и научно-технический  
прогресс»



МАТЕМАТИКА

В.Г.Ткачёв  
Волгоградский университет

### ОБ ОДНОЙ ТЕОРЕМЕ ЧЖЕНЯ И ЯО

В работе Чжена и Яо [1] получен следующий результат, обобщающий классическую теорему Бернштейна для решений уравнения минимальных поверхностей.

Пусть  $H(f)$  — знакопостоянная на  $\mathbb{R}^2$  функция и выполнено условие

$$H'(t) \geq 0. \quad (1)$$

Тогда всякое целое решение  $f = f(x_1, x_2)$  уравнения

$$\sum_{i=1}^2 \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{\partial f}{\partial x_i} / \sqrt{1 + |\nabla f|^2} \right) = H(f) \quad (2)$$

является линейной функцией.

Доказательство основано на разрабатываемой авторами технике оценок скорости роста объема геодезического шара на Римановом многообразии.

В заметке будет показано, что этот результат является следствием теоремы Бернштейна и некоторого простого утверждения, приводимого ниже.

Введем необходимые определения. Пусть  $D$  — область в  $\mathbb{R}^2$ , и пусть  $A_i(x, \xi)$  ( $i=1, 2$ ) — баровские функции, определенные при каждом  $x = (x_1, x_2) \in D$  и при любых значениях  $\xi = (\xi_1, \xi_2)$ , причем выполнены соотношения

$$a) \sum_{i=1}^2 \xi_i A_i(x, \xi) \geq 0,$$

$$b) \sum_{i=1}^2 A_i^2(x, \xi) \leq 1.$$

Будем говорить, что локально липшицева в области  $D$  функция  $f(x)$  является решением уравнения

$$\sum_{i=1}^2 \frac{d}{dx_i} A_i(x, \xi) = H(f), \quad (3)$$

если для любой локально липшицевой финитной в области  $D$  функции  $\varphi(x)$  справедливо равенство

$$\iint_D \sum_{i=1}^2 A_i(x, \nabla f) \varphi_{x_i} dx_1 dx_2 = - \iint_D \varphi H(f) dx_1 dx_2. \quad (4)$$

Очевидно, что в случае, когда функции  $A_i$  и  $f(x)$  достаточно гладкие, функция  $f(x)$  является решением уравнения (3) в обычном смысле.

Далее, для пары непересекающихся замкнутых множеств  $P, Q$  в  $\mathbb{R}^2$  определим ёмкость конденсатора  $(P, Q)$  как

$$cap(P, Q) = \inf_{\mathbb{R}^2} \iint |\nabla \varphi|^2 dx_1 dx_2,$$

где нижняя грань берется по всем локально липшицевым функциям  $\varphi$  таким, что  $\varphi \equiv 1$  на  $P$  и  $\varphi \equiv 0$  на  $Q$ .

Теорема. Пусть  $H(f)$  — функция, удовлетворяющая условию (1), и  $f(x)$  — решение уравнения (3) в области  $D$ . Тогда для любого компакта  $F \subset D$  выполняется неравенство

$$\iint_F H^2(f) dx_1 dx_2 \leq 4 cap(F, \mathbb{R}^2 \setminus D). \quad (5)$$

Доказательство основывается на следующих соображениях.

Пусть  $\psi(x)$  — локально липшицева функция, равная 1 на  $F$  и финитная в  $D$ . Тогда, очевидно,  $\varphi = \psi^2 H(f)$  — функция того же класса. По определению решения уравнения (3) мы имеем

$$\iint_D \sum_{i=1}^2 A_i(x, \nabla f) \frac{\partial}{\partial x_i} (\psi^2 H(f)) dx_1 dx_2 = - \iint_D \psi^2 H^2(f) dx_1 dx_2.$$

Учитывая условие (1) на функцию  $H(f)$  и свойство а), приходим к соотношению:

$$-2 \iint_D \psi H(f) \sum_{i=1}^2 A_i(x, \nabla f) \frac{\partial \psi}{\partial x_i} dx_1 dx_2 \geq \iint_D \psi^2 H^2(f) dx_1 dx_2.$$

Отсюда, используя б), получаем:

$$2 \iint_D |\psi H(f)| \cdot |\nabla \psi| dx_1 dx_2 \geq \iint_D \psi^2 H^2(f) dx_1 dx_2$$

и с помощью неравенства Коши заключаем, что

$$\iint_D \psi^2 H^2(f) dx_1 dx_2 \leq 4 \iint_D |\nabla \psi|^2 dx_1 dx_2. \quad (6)$$

Учитывая, что  $\psi \equiv 1$  на  $F$ , и переходя в (6) к нижней грани по  $\psi$ , будем иметь нужное неравенство.

В качестве применения этой теоремы докажем теорему Чжена и Яо в несколько более сильном варианте, а именно – не предполагая знакопостоянства функции  $H(t)$ . С этой целью заметим, что в операторе (2) функции  $A_i(x, \xi)$  имеют вид

$$A_i(x, \xi) = \xi_i / \sqrt{1 + \xi_1^2 + \xi_2^2}, \quad i=1, 2,$$

и очевидным образом удовлетворяют условиям а), б). При этом решения уравнения (3) понимаются в классическом смысле. Используя свойство параболичности конформного типа евклидовой плоскости, т.е. существование исчерпания пространства  $\mathbb{R}^2$  открытыми множествами

$$F_i \supset F: F_i \subset F_{i+1}, \quad \bigcup_{i=1}^{\infty} F_i = \mathbb{R}^2,$$

такого, что

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \text{cap}(F, \mathbb{R}^2 \setminus F_n) = 0,$$

мы будем иметь для любого целого решения  $f$  уравнения (2) соотношение:

$$\iint_F H^2(f) dx_1 dx_2 = 0.$$

В силу произвола в выборе  $F$  заключаем, что  $H(f) = 0$  всюду в  $\mathbb{R}^2$ . Используя классическую теорему Бернштейна, убеждаемся в справедливости нашего утверждения.

#### Л и т е р а т у р а

- Cheng S.Y., Yau S.T. Differential equations on Riemannian manifolds and their geometric applications.– Communs Pure and Appl. Math., 1975, v. 28, N 3, p. 333 – 354.

Д.В.Тураев  
Горьковский университет

#### БИФУРКАЦИИ ДВУМЕРНЫХ ДИНАМИЧЕСКИХ СИСТЕМ, БЛИЗКИХ К СИСТЕМЕ С ДВУМЯ ПЕТЛЯМИ СЕПАРАТРИС

Рассмотрим двупараметрическое семейство гладких динамических систем  $S_\mu$ , заданных на двумерном гладком многообразии. Предполагается, что  $S$  гладко зависит от  $\mu = (\mu_1, \mu_2)$  и  $S_0$  имеет изолированное состояние равновесия 0 типа седло с двумя петлями сепаратрис, которые обозначим через  $\Gamma_1$  и  $\Gamma_2$ . Предполагается также, что седловая величина  $\sigma = \lambda_1 + \lambda_2$  (где  $\lambda_1$  и  $\lambda_2$  – корни характеристического уравнения системы в точке 0 при  $\mu = 0$ ) отлична от нуля и отрицательна.

Существует окрестность точки 0 такая, что при всех достаточно малых  $\mu$  уравнения векторного поля в этой окрестности имеют вид:

$$\begin{aligned}\dot{\xi} &= \lambda_1(\mu)\xi + f(\xi, \eta; \mu)\xi, \\ \dot{\eta} &= \lambda_2(\mu)\eta + g(\xi, \eta; \mu)\eta,\end{aligned}$$

где  $\lambda_1(\mu) < 0, \lambda_2(\mu) > 0$  – корни характеристического уравнения в точке 0.

Уравнения устойчивых сепаратрис в этой окрестности будут  $\dot{\eta} = 0$ , а неустойчивых –  $\dot{\xi} = 0$ . Выберем достаточно малое  $d > 0$  и построим секущие к устойчивым сепаратрисам  $\pi_1: \xi = d$ ,  $\pi_2: \xi = -d$  и секущие к неустойчивым сепаратрисам  $\tilde{\pi}_3: \eta = d$ ,  $\tilde{\pi}_4: \eta = -d$ . По условию при  $\mu = 0$  сепаратрисы образуют петли. Из этого следует, что при малых  $\mu$  и малых  $\xi$  траектории, выходящие из точек  $(\xi, d)$  секущей  $\pi_3$  (или из точек  $(\xi, -d)$  секущей  $\tilde{\pi}_4$ ), возвращаются в окрестность и пересекаются с секущей  $\pi_1$  (секущей  $\tilde{\pi}_2$ ). Таким образом, определены отображения последований  $T_1: \pi_3 \rightarrow \pi_1$  и  $T_2: \tilde{\pi}_4 \rightarrow \tilde{\pi}_2$ . Примем, что  $T_1$  и  $T_2$  имеют вид:

$$T_1: \eta = \mu_1 + A_1(\mu)\xi + \dots, \quad T_2: \eta = \mu_2 + A_2(\mu)\xi + \dots$$