

УДК 517.5

©2013. Е. С. Афанасьева, Р. Р. Салимов

## О ПОВЕДЕНИИ НА БЕСКОНЕЧНОСТИ ГОМЕОМОРФНЫХ РЕШЕНИЙ УРАВНЕНИЙ БЕЛЬТРАМИ

В данной статье исследуется поведение на бесконечности гомеоморфных решений уравнения Бельтрами при различных условиях на дилатации.

**Ключевые слова:** ёмкости, модули, гомеоморфные решения уравнений Бельтрами.

**1. Введение.** Пусть  $D$  – область в комплексной плоскости  $\mathbb{C}$ , т.е. связное открытое подмножество  $\mathbb{C}$  и пусть  $\mu(z) : D \rightarrow \mathbb{C}$  – измеримая функция с  $|\mu(z)| < 1$  п.в. (почти всюду) в  $D$ . Уравнением Бельтрами называется уравнение вида

$$f_{\bar{z}} = \mu(z) f_z, \quad (1)$$

где  $f_{\bar{z}} = \bar{\partial}f = (f_x + if_y)/2$ ,  $f_z = \partial f = (f_x - if_y)/2$ ,  $z = x + iy$ ,  $f_x$  и  $f_y$  частные производные отображения  $f$  по  $x$  и  $y$ , соответственно. Функция  $\mu$  называется *комплексным коэффициентом*, а

$$K_\mu(z) = \frac{1 + |\mu(z)|}{1 - |\mu(z)|} \quad (2)$$

– *дилатационным отношением* уравнения (1). Уравнение Бельтрами (1) называется *вырожденным*, если  $\text{ess sup } K_\mu(z) = \infty$ .

Существование гомеоморфного  $W_{\text{loc}}^{1,1}$  решения было недавно установлено для многих вырожденных уравнений Бельтрами, см., напр., соответствующие ссылки в монографиях [8], [14] и статьях [7], [21].

Пусть  $z_0$  – точка из  $\mathbb{C}$ , тогда величина

$$K_\mu^T(z, z_0) = \frac{\left| 1 - \frac{\bar{z} - \bar{z}_0}{z - z_0} \mu(z) \right|^2}{1 - |\mu(z)|^2} \quad (3)$$

называется *касательной дилатацией* уравнения Бельтрами относительно точки  $z_0$ , см., напр., [17], ср. соответствующие обозначения и определения в [1–3, 9, 12], см. также [15].

Отметим, что

$$K_\mu^{-1}(z) \leq K_\mu^T(z, z_0) \leq K_\mu(z) \quad (4)$$

для всех  $z_0 \in \mathbb{C}$  и  $z \in D$ .

Определим геометрический смысл касательной дилатации. Точка  $z \in \mathbb{C}$  называется *регулярной точкой* отображения  $f : D \rightarrow \mathbb{C}$ , если  $f$  дифференцируемо в  $z$  и  $J_f(z) \neq 0$ . Пусть  $\omega \in \mathbb{C}$ ,  $|\omega| = 1$ , *производная по направлению*  $\omega$  отображения  $f$  в точке  $z$  есть величина

$$\partial_\omega f(z) = \lim_{t \rightarrow +0} \frac{f(z + t \cdot \omega) - f(z)}{t}. \quad (5)$$

*Радиальное направление* в точке  $z \in D$  относительно центра  $z_0 \in \mathbb{C}$ ,  $z_0 \neq z$ , определяется соотношением

$$\omega_0 = \omega_0(z, z_0) = \frac{z - z_0}{|z - z_0|}. \quad (6)$$

*Касательное направление* в точке  $z \in D$  относительно центра  $z_0 \in \mathbb{C}$ ,  $z_0 \neq z$ , есть  $\tau = i\omega_0$ .

*Касательная дилатация*  $f$  в точке  $z$  относительно  $z_0$  определяется следующим равенством:

$$K^T(z, z_0, f) := \frac{|\partial_T^{z_0} f(z)|^2}{|J_f(z)|}, \quad (7)$$

где  $\partial_T^{z_0} f(z)$  – производная  $f$  в точке  $z$  по направлению  $\tau$ .

Отметим, что если  $z$  регулярная точка отображения  $f$  и  $|\mu(z)| < 1$ ,  $\mu(z) = f_{\bar{z}}/f_z$ , тогда

$$K^T(z, z_0, f) = K_{\mu}^T(z, z_0), \quad (8)$$

т.е.

$$K_{\mu}^T(z, z_0) = \frac{|\partial_T^{z_0} f(z)|^2}{|J_f(z)|}. \quad (9)$$

Действительно, равенства (8) и (9) следуют из простых вычислений

$$\partial_T^{z_0} f = \frac{1}{r} \left( \frac{\partial f}{\partial z} \cdot \frac{\partial z}{\partial \vartheta} + \frac{\partial f}{\partial \bar{z}} \cdot \frac{\partial \bar{z}}{\partial \vartheta} \right) = i \cdot \left( \frac{z - z_0}{|z - z_0|} \cdot f_z - \frac{\overline{z - z_0}}{|z - z_0|} \cdot f_{\bar{z}} \right), \quad (10)$$

где  $r = |z - z_0|$  и  $\vartheta = \arg(z - z_0)$ , так как  $J_f(z) = |f_z|^2 - |f_{\bar{z}}|^2$ .

**2. Предварительные замечания.** Начнем с краткого введения в теорию модулей, которое можно найти в работах [5, 6] и монографии [22]. Пусть  $\Gamma$  – семейство кривых в  $\mathbb{C}$ , т.е. непрерывных отображений  $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{C}$ . Борелевская функция  $\rho : \mathbb{C} \rightarrow [0, \infty]$  называется *допустимой* для семейства  $\Gamma$ , пишут  $\rho \in \text{adm } \Gamma$ , если

$$\int_{\gamma} \rho(z) |dz| \geq 1 \quad (11)$$

для всех локально спрямляемых кривых  $\gamma \in \Gamma$ , где  $|dz|$  отвечает мере длины на  $\gamma$ . *Модуль* семейства  $\Gamma$  определяется равенством

$$M(\Gamma) = \inf_{\rho \in \text{adm } \Gamma} \int_{\mathbb{C}} \rho^2(z) dm(z), \quad (12)$$

где  $m$  – мера Лебега в  $\mathbb{C}$ . В дальнейшем,  $\Delta(A, B; C)$  обозначает семейство всех кривых, соединяющих  $A$  и  $B$  в  $C$ , т.е.  $\gamma(a) \in A$ ,  $\gamma(b) \in B$  и  $\gamma(t) \in C$  для всех  $t \in (a, b)$ .

Следуя работе [13], пару  $\mathcal{E} = (A, C)$  называем *конденсатором*, если  $A \subset \mathbb{C}$  – открытое множество и  $C$  – непустое компактное множество, содержащееся в  $A$ ;  $\mathcal{E}$

называем *кольцевым конденсатором*, если  $G = A \setminus C$  – кольцо, т.е., если  $G$  – область, дополнение которой  $\overline{\mathbb{C}} \setminus G$  состоит в точности из двух компонент;  $\mathcal{E}$  называем *ограниченным конденсатором*, если множество  $A$  является ограниченным. Говорят, что конденсатор  $\mathcal{E} = (A, C)$  лежит в области  $G$ , если  $A \subset G$ . Очевидно, что если  $f : D \rightarrow \mathbb{C}$  – открытое (непрерывное) отображение и  $\mathcal{E} = (A, C)$  – конденсатор в  $D$ , то  $(fA, fC)$  – также конденсатор в  $fD$ . Далее  $f\mathcal{E} = (fA, fC)$ .

Пусть  $\mathcal{E} = (A, C)$  – конденсатор,  $W_0(\mathcal{E}) = W_0(A, C)$  – семейство непрерывных неотрицательных функций  $u : A \rightarrow \mathbb{R}$  с компактным носителем в  $A$  класса АСЛ, таких что  $u(z) \geq 1$  для  $z \in C$ . Величина

$$\text{cap } \mathcal{E} = \text{cap } (A, C) = \inf_{u \in W_0(\mathcal{E})} \int_A |\nabla u|^2 dm(z)$$

называется *емкостью* конденсатора  $\mathcal{E}$ . Здесь  $|\nabla u| = \sqrt{|\frac{\partial u}{\partial x}|^2 + |\frac{\partial u}{\partial y}|^2}$ . Известно (см. лемму 5.9 в [13]), что

$$\text{cap } \mathcal{E} \geq \frac{(\inf l(\sigma))^2}{m(A \setminus C)}, \quad (13)$$

где  $l(\sigma)$  – длина кривой  $\sigma$ , где  $\sigma$  – гладкая (бесконечно дифференцируемая) кривая, которая является границей  $\sigma = \partial U$  ограниченного открытого множества  $U$ , содержащего  $C$  и содержащегося вместе со своим замыканием  $\overline{U}$  в  $A$ , а точная нижняя грань берется по всем таким  $\sigma$ . Кроме того (см. в [19]),

$$\text{cap } \mathcal{E} = M(\Delta(\partial A, \partial C; A \setminus C)), \quad (14)$$

где для множеств  $\mathfrak{S}_1, \mathfrak{S}_2$  и  $\mathfrak{S}_3$  в  $\mathbb{C}$ ,  $\Delta(\mathfrak{S}_1, \mathfrak{S}_2; \mathfrak{S}_3)$  обозначает семейство всех непрерывных кривых, соединяющих  $\mathfrak{S}_1$  и  $\mathfrak{S}_2$  в  $\mathfrak{S}_3$ , см. [6], [10] и [20].

**Лемма 1.** Пусть  $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  гомеоморфное  $W_{\text{loc}}^{1,1}$  решение уравнения Бельтрами (1). Тогда

$$M(f\Sigma) \geq \int_{r_0}^R \frac{dr}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, r)}, \quad \forall z_0 \in \mathbb{C}, \quad (15)$$

$0 < r_0 < R < \infty$ , где  $\Sigma = \Sigma(z_0, r_0, R)$  – семейство всех окружностей  $S(z_0, r)$ ,  $r \in (r_0, R)$  и

$$\|K_\mu^T\|_1(z_0, t) := \int_{S(z_0, t)} K_\mu^T(z, z_0) |dz| \quad (16)$$

норма в  $L_1$  для  $K_\mu^T(z, z_0)$  по окружности  $S(z_0, t) = \{z \in \mathbb{C} : |z - z_0| = t\}$ , см. теорему 4.2 в [16].

**Лемма 2.** Пусть  $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  гомеоморфное  $W_{\text{loc}}^{1,1}$  решение уравнения Бельтрами (1). Тогда

$$M(f(\Delta(S_1, S_2, \mathbb{A}))) \leq \left( \int_{r_0}^R \frac{dr}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, r)} \right)^{-1}, \quad \forall z_0 \in \mathbb{C}, \quad (17)$$

$0 < r_0 < R < \infty$ , где  $\mathbb{A} = \{z \in \mathbb{C} : r_0 < |z - z_0| < R\}$  и

$$\|K_\mu^T\|_1(z_0, t) := \int_{S(z_0, t)} K_\mu^T(z, z_0) |dz| \quad (18)$$

норма в  $L_1$  для  $K_\mu^T(z, z_0)$  по окружности  $S(z_0, t) = \{z \in \mathbb{C} : |z - z_0| = t\}$ .

*Доказательство.* Действительно, пусть  $0 < r_0 < R$  и  $S_1 = S(z_0, r_0)$ ,  $S_2 = S(z_0, R)$ . Согласно неравенствам Хессе и Цимера, см., напр., [10] и [23], см. также приложения А3 и А6 в [14],

$$M(f(\Delta(S_1, S_2, \mathbb{A}))) \leq \frac{1}{M(f(\Sigma(z_0, r_0, R)))}, \quad (19)$$

поскольку  $f(\Sigma(z_0, r_0, R)) \subset \Sigma(f(S_1), f(S_2), f\mathbb{A})$ , где  $\Sigma(z_0, r_0, R)$  обозначает совокупность всех окружностей с центром в точке  $z_0$ , расположенных между окружностями  $S_1$  и  $S_2$ , а  $\Sigma(f(S_1), f(S_2), f\mathbb{A})$  состоит из всех кривых в  $f\mathbb{A}$ , отделяющих  $f(S_1)$  и  $f(S_2)$ . Из соотношения (19) по лемме 1 получаем, что

$$M(f(\Delta(S_1, S_2, \mathbb{A}))) \leq \left( \int_{r_0}^R \frac{dr}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, r)} \right)^{-1}. \quad (20)$$

**Лемма 3.** Пусть выполнены условия леммы 1 и  $\|K_\mu^T\|_1(z_0, t) \neq \infty$  для п.в.  $t \in (r_0, R)$ . Тогда

$$I^{-1} = \int_{\mathbb{A}} K_\mu^T(z, z_0) \cdot \eta_0^2(|z - z_0|) dm(z) \leq \int_{\mathbb{A}} K_\mu^T(z, z_0) \cdot \eta^2(|z - z_0|) dm(z) \quad (21)$$

для любой измеримой функции  $\eta : (r_0, R) \rightarrow [0, \infty]$ , такой что

$$\int_{r_0}^R \eta(t) dt = 1, \quad (22)$$

где  $\mathbb{A} = \mathbb{A}(z_0, r_0, R)$  и

$$\eta_0(t) = \frac{1}{I \|K_\mu^T\|_1(z_0, t)}, \quad I = \int_{r_0}^R \frac{dt}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, t)}, \quad (23)$$

см. лемму 4.3 в [16].

**Лемма 4.** Пусть  $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  гомеоморфное  $W_{\text{loc}}^{1,1}$  решение уравнения Бельтрами (1) и  $\|K_\mu^T\|_1(z_0, t) \neq \infty$  для п.в.  $t \in (r_0, R)$ . Если для  $z_0 \in \mathbb{C}$ ,  $0 < r_0 < R$  и  $p < 2$

$$\int_{\mathbb{A}(z_0, r_0, R)} K_\mu^T(z_0, r_0) \psi_R^2(|z - z_0|) dm(z) \leq c \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^p \quad \forall R > r_0, \quad (24)$$

где  $\psi_R(t) : [0, \infty] \rightarrow [0, \infty]$  – однопараметрическое семейство измеримых функций,

$$0 < \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt < \infty \quad \forall R > r_0.$$

Тогда

$$I \geq c^{-1} \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^{2-p}. \quad (25)$$

*Доказательство.* Рассмотрим кольцо  $\mathbb{A} = \mathbb{A}(z_0, r_0, R)$ . Заметим, что функция

$$\eta(t) = \begin{cases} \frac{\psi_R(t)}{\int_{r_0}^R \psi_R(t) dt}, & t \in (r_0, R) \\ 0, & t \in \mathbb{R} \setminus (r_0, R). \end{cases}$$

удовлетворяет условию (22) и следовательно, по лемме 3 получаем

$$\frac{1}{I} \leq \int_{\mathbb{A}} K_{\mu}^T(z, z_0) \cdot \eta^2(|z - z_0|) dm(z) \leq c \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^{p-2}, \quad (26)$$

и тем самым неравенство (24) доказано.

**3. О поведении на бесконечности гомеоморфных решений уравнения Бельтрами.** Ниже приведена теорема о росте на бесконечности гомеоморфных решений уравнения Бельтрами класса Соболева  $W_{\text{loc}}^{1,1}$  в терминах касательной дилатации. Обозначим  $L(z_0, f, R) = \sup_{|z-z_0| \leq R} |f(z) - f(z_0)|$ .

**Теорема 1.** Пусть  $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$  гомеоморфное  $W_{\text{loc}}^{1,1}$  решение уравнения Бельтрами (1) и  $\|K_{\mu}^T\|_1(z_0, t) \neq \infty$  для п.в.  $t \in (r_0, R)$ . Предположим, что  $\psi_R : [0, \infty] \rightarrow [0, \infty]$  – однопараметрическое семейство измеримых функций таких, что

$$0 < \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt < \infty, \quad \forall R > r_0$$

и

$$\int_{\mathbb{A}(z_0, r_0, R)} K_{\mu}^T(z, z_0) \psi_R^2(|z - z_0|) dm(z) \leq c \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^p, \quad p < 2.$$

Тогда

$$\liminf_{R \rightarrow \infty} L(z_0, f, R) \exp \left\{ -\frac{2\pi}{c} \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^{2-p} \right\} > 0. \quad (27)$$

*Доказательство.* Рассмотрим круговое кольцо  $\mathbb{A}_t(z_0) = \{z : t < |z - z_0| < t + \Delta t\}$ . Пусть  $C_t = \overline{B}(z_0, t)$ ,  $A_{t+\Delta t} = B(z_0, t + \Delta t)$ , имеем конденсатор  $(A_{t+\Delta t}, C_t)$ , тогда  $(fA_{t+\Delta t}, fC_t)$  – кольцевой конденсатор в  $\mathbb{C}$ , согласно (14) имеем

$$\text{cap}(fA_{t+\Delta t}, fC_t) = M(\Delta(\partial fA_{t+\Delta t}, \partial fC_t; f\mathbb{A}_t(z_0))). \quad (28)$$

Определим функцию  $\Phi(t)$  для данного гомеоморфизма  $f$  следующим образом:  $\Phi(t) = m(fB(z_0, t))$ . В силу неравенства (13), получим

$$\text{cap}(fA_{t+\Delta t}, fC_t) \geq 4\pi \left[ \frac{m(fC_t)}{m(fA_{t+\Delta t} \setminus fC_t)} \right]. \quad (29)$$

По теореме 1 имеем

$$\text{cap}(fA_{t+\Delta t}, fC_t) \leq \left( \int_t^{t+\Delta t} \frac{dr}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, r)} \right)^{-1}. \quad (30)$$

Следовательно, из (29) и (30) получим

$$4\pi \left[ \frac{m(fC_t)}{m(fA_{t+\Delta t} \setminus fC_t)} \right] \leq \left( \int_t^{t+\Delta t} \frac{dr}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, r)} \right)^{-1}. \quad (31)$$

Далее имеем

$$4\pi \frac{\Phi(t)}{\Phi(t+\Delta t) - \Phi(t)} \leq \left( \int_t^{t+\Delta t} \frac{dr}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, r)} \right)^{-1}. \quad (32)$$

Разделив обе части на  $\Delta t$ , получим

$$\frac{4\pi}{\Delta t} \cdot \int_t^{t+\Delta t} \frac{dr}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, r)} \leq \frac{1}{\Phi(t)} \cdot \frac{\Phi(t+\Delta t) - \Phi(t)}{\Delta t}. \quad (33)$$

Устремляя  $\Delta t$  к нулю и учитывая монотонное возрастание функции  $\Phi(t)$ , имеем для п.в.  $t$

$$\frac{4\pi}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, t)} \leq \frac{\Phi'(t)}{\Phi(t)}. \quad (34)$$

Интегрируя обе части неравенства (34) по  $t \in [r, R]$ , учитывая, что

$$\int_{r_0}^R \frac{\Phi'(t)}{\Phi(t)} dt \leq \ln \frac{\Phi(R)}{\Phi(r_0)},$$

см., напр., теорему 7.4. гл. IV в [18], получим

$$4\pi \int_{r_0}^R \frac{dt}{\|K_\mu^T\|_1(z_0, t)} \leq \ln \frac{\Phi(R)}{\Phi(r_0)}. \quad (35)$$

По лемме 4 имеем

$$4\pi c^{-1} \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^{2-p} \leq \ln \frac{\Phi(R)}{\Phi(r_0)}.$$

Следовательно,

$$\Phi(r_0) \leq \Phi(R) \cdot \exp \left\{ -4\pi c^{-1} \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^{2-p} \right\}.$$

Напоминая, что  $\Phi(r_0) = m(fB(z_0, r_0))$  и  $\Phi(R) = m(fB(z_0, R))$ , получим оценку

$$m(fB(z_0, r_0)) \leq m(fB(z_0, R)) \cdot \exp \left\{ -4\pi c^{-1} \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^{2-p} \right\}. \quad (36)$$

Оценим сверху неравенство (36). Заметим, что  $m(fB(z_0, R)) \leq \pi L^2(z_0, f, R)$ , поэтому из (36) получаем

$$m(fB(z_0, r_0)) \leq \pi L^2(z_0, f, R) \exp \left\{ -4\pi c^{-1} \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^{2-p} \right\}. \quad (37)$$

Очевидно, что  $m(fB(z_0, r_0)) = M_1 > 0$  от  $R$  не зависит. Переходя к нижнему пределу в (37) при  $R \rightarrow \infty$  и обозначая  $M := \sqrt{\frac{M_1}{\pi}}$ , получаем

$$M \leq \liminf_{R \rightarrow \infty} L(z_0, f, R) \exp \left\{ -2\pi c^{-1} \left( \int_{r_0}^R \psi_R(t) dt \right)^{2-p} \right\},$$

что и требовалось доказать.

1. *Andreian Cazacu C.* Sur les relations entre les fonctions caracteristiques de la pseudo-analyticite. – In: Lucrarile celui de al IV-lea Congres al Matematicienilor Romani, Bucuresti. – 1956.
2. *Andreian Cazacu C.* Sur les transformations pseudo-analytiques // Revue Math. Pures Appl. – 1957. – Vol. 2. – P. 383–397.
3. *Andreian Cazacu C.* On the length-area dilatation // Complex Var. Theory Appl. Vol. – 2005. – Vol. 50, No. 7–11. – P. 765–776.
4. *Альфорт Л.* Лекции по квазиконформным отображениям. – М.: Мир, 1969.
5. *Fuglede B.* Extremal length and functional completion // Acta Math. – 1957. – Vol. 98. – P. 171–219.
6. *Gering F.W.* Quasiconformal mappings in Complex Analysis and its Applications // International Atomic Energy Agency, Vienna. – 1976. – Vol. 2. – P. 213–268.
7. *Gutlyanskii V., Ryazanov V., Srebro U., Yakubov E.* On recent advances in the degenerate Beltrami equations // Ukr. Mat. Visn. – 2010. – Vol. 7, No. 4. – P. 467–515; transl. in J. Math. Sci. – 2011. – Vol. 175, No. 4. – P. 413–449.

8. Gutlyanskii V., Ryazanov V., Srebro U., Yakubov E. The Beltrami Equation: A Geometric Approach. Springer Advances in Mathematics. ISBN 978-1-4614-3190-9, Due: May 31, 2012.
9. Gutlyanskii V., Martio O., Sugawa T., Vuorinen M. On the degenerate Beltrami equation // Trans. Amer. Math. Soc. – 2005. – Vol. 357. – P. 875–900.
10. Hesse J. A  $p$ -extremal length and  $p$ -capacity equality // Arc. Mat. – 1975. – Vol. 13. – P. 131–144.
11. Кругликов В.И. Ёмкости конденсаторов и пространственные отображения, квазиконформные в среднем // Матем. сб. – 1986. – Т. 130, № 2. – С. 185–206.
12. Lehto O. Homeomorphisms with a prescribed dilatation. Lecture Notes in Math. – 1968. – Vol. 118. – P. 58–73.
13. Martio O., Rickman S., Vaisala J. Definitions for quasiregular mappings // Ann. Acad. Sci. Fenn. Ser. A1. – 1969. – Vol. 448. – P. 1–40.
14. Martio O., Ryazanov V., Srebro U., Yakubov E. Moduli in Modern Mapping Theory. Springer Monographs in Mathematics. – New York: Springer, 2009. – 367 pp.
15. Reich E., Walczak H. On the behavior of quasiconformal mappings at a point // Trans. Amer. Math. Soc. – 1965. – P. 338–351.
16. Ryazanov V., Salimov R., Srebro U., Yakubov E. On Boundary Value Problems for the Beltrami Equations // Contemp. Math. – 2013. – Vol. 591. – P. 211–242.
17. Ryazanov V., Srebro U., Yakubov E. On ring solutions of Beltrami equation // J. Anal. Math. – 2005. – Vol. 96. – P. 117–150.
18. Сакс С. Теория интеграла. – М.: ИЛ, 1949.
19. Шлык В.А. О равенстве  $p$ -ёмкости и  $p$ -модуля // Сиб. мат. ж. – 1993. – Т. 34, № 6. – С. 216–221.
20. Shlyk V. A. On the equality between  $p$ -capacity and  $p$ -modulus // Sibirsk. Mat. Zh. – 1993. – Vol. 34, No. 6. – P. 216–221; transl. in Siberian Math. J. – 1993. – Vol. 34, No. 6. – P. 1196–1200.
21. Srebro U., Yakubov E. The Beltrami equation. Handbook in Complex Analysis: Geometric function theory. – Amsterdam: Elsevier. – 2005. – Vol. 2. – P. 555–597.
22. Väisälä J. Lectures on  $n$ -Dimensional Quasiconformal Mappings. Lecture Notes in Math. 229. – Berlin: Springer-Verlag, 1971.
23. Ziemer W.P. Extremal length and conformal capacity // Trans. Amer. Math. Soc. – 1967. – Vol. 126, No. 3 – P. 460–473.

**O. S. Afanasieva, R. R. Salimov**

**The behavior at infinity of homeomorphic solutions of the Beltrami equations.**

In this article, we study the behavior at infinity of homeomorphic solutions of the Beltrami equations under various conditions on the dilations.

**Keywords:** capacities, modules, homeomorphic solutions of the Beltrami equations.

**О. С. Афанасьева, Р. Р. Салимов**

**Про поведінку на нескінченності гомеоморфних розв'язків рівнянь Бельтрамі.**

У даній роботі досліджується поведінка на нескінченності гомеоморфних розв'язків рівнянь Бельтрамі за різних умов на дилатації.

**Ключові слова:** ємності, модулі, гомеоморфні розв'язки рівнянь Бельтрамі.

Ин-т прикл. математики и механики НАН Украины, Донецк  
es.afanasjeva@yandex.ru  
ruslan623@yandex.ru

Получено 15.06.13