

УДК 517.55

А. Ю. РАШКОВСКИЙ, Л. И. РОНКИН

**СУБГАРМОНИЧЕСКИЕ ФУНКЦИИ КОНЕЧНОГО ПОРЯДКА
В КОНУСЕ. I (ОБЩАЯ ТЕОРИЯ)**

В данной работе, состоящей из трех частей, изучаются субгармонические функции в конусе. Здесь рассматривается ряд вопросов, обязанных своим происхождением исследованиям в области целых функций. Остановимся на этом несколько подробнее. В теории целых функций (одного и многих переменных) главными являются вопросы роста функций и распределения их корней. Эти же вопросы являются основными и при изучении классов функций, в некотором смысле родственных целым, а именно, — функций, голоморфных в конусе, в трубчатой области, в областях вида $G \times C^k$ и др. В значительной степени интерес к указанным вопросам обусловлен и той большой ролью, которую они играют в приложениях теории функций к уравнениям в частных производных, к уравнениям свертки, к теории вероятности, к теории обобщенных функций. Одним из основных способов решения задач, относящихся к росту и распределению корней голоморфных функций, является сведение их к соответствующим задачам для более широкого класса субгармонических функций. При этом исходят из того, что $\ln|f(z)|$, где функция $f(z)$ голоморфна, является плюрисубгармонической и, следовательно, субгармонической функцией, а объем нулевого множества функции f в той или иной области G равен $\mu(G)$, где μ — мера, ассоциированная по Риссу (риссовская масса) функции $\ln|f(z)|$. Наиболее полно исследование роста субгармонических функций и распределения их риссовских масс проведено для класса функций конечного порядка в R^m , (т. е. функций $u(x)$ таких, что $u(x) \leq \leq a|x|^p + b$) и его подкласса — функций вполне регулярного роста.

В первоначальном своем определении (см. [1]), данном для целых функций одного переменного Б. Я. Левиным и А. Пфлюгером в 1937—

1938 г., функция вполне регулярного роста характеризовалась как функция, логарифм модуля которой вне достаточно редкого множества асимптотически близок позитивно однородной функции (точнее, своему индикатору). Основным фактом теории Левина — Пфлюгера является эквивалентность полной регулярности роста целой функции наличию определенной правильности распределения ее корней. Упомянутое определение и основные факты теории были в 1961—1962 гг. распространены В. С. Азариным на субгармонические функции в пространстве R^m , $m \geq 2$. В дальнейшем был найден новый подход к изучению функций вполне регулярного роста. В работах П. З. Агранович и Л. И. Ронкина [2], В. С. Азарина [3] было показано, что полная регулярность роста субгармонической функции $u(x)$ эквивалентна сходимости в D' семейства функций $t^{-p}u(tx)$, $t \rightarrow \infty$ ¹. Другое определение, также эквивалентное исходному, было дано Л. Груменом [4].

Ситуация значительно осложняется при рассмотрении функций не во всем пространстве R^m , а в каком-нибудь его конусе. Уже для функций, голоморфных в полуплоскости, связь между ростом и распределением корней носит характер, отличный от целых функций, и требует введения новых понятий. Соответствующая теория, включая теорию функций вполне регулярного роста, была построена Н. В. Говоровым [5]. На субгармонические функции в полуплоскости она была распространена А. И. Хейфицем². Отметим, что построения Н. В. Говорова основаны на тонких точечных оценках и их перенос на многомерный случай представляется нам маловероятным. Более того, оставаясь в рамках подхода к этим вопросам Н. В. Говорова, неясно и как формулировать соответствующие результаты в многомерном случае. Оказалось, однако, что, как и для целых функций или функций, субгармонических в R^m , регулярность роста функции $u(x)$ в полуплоскости эквивалентна некоторой специальной сходимости функций $t^{-p}u(tx)$. Этот факт, а также некоторые другие новые факты о функциях вполне регулярного роста в полуплоскости были установлены одним из авторов ранее [6]. Изложенный там подход к построению теории функций в полуплоскости был нами распространен на функции, субгармонические в конусе. Полученные при этом результаты, а также предваряющие их результаты о произвольных субгармонических функциях конечного порядка в конусе анонсированы в [7]. Настоящая работа содержит расширенное изложение результатов, приведенных в [7] без доказательств и в более слабой форме. В ней рассматриваются функции $u(x)$, субгармонические в конусе пространства R^m и удовлетворяющие в нем условию $u(x) \leq a|x|^p + b$. Каждой такой функции ставятся в соответствие ее риссовская масса и вещественная мера

¹ Исследование слабой сходимости семейства $\{t^{-p}u(tx)\}$, $t \rightarrow \infty$ (и более общих семейств) в том случае, когда $u(x)$ — не субгармоническая, а обобщенная функция медленного роста с носителем в выпуклом остром конусе проводилось В. С. Владимировым, Ю. Н. Дрожжиновым, Б. И. Завьяловым. При этом постановки задач и характер полученных результатов существенно отличны от фигурирующих в теории функций вполне регулярного роста.

² Хейфиц А. И. О субгармонических функциях вполне регулярного роста в полуплоскости // Докл. АН СССР. 1978. 239, № 2. С. 282—285.

(заряд) на границе конуса, являющаяся предельным значением функции $u(x)$ в смысле слабой сходимости. Первая часть работы посвящена интегральным оценкам функций и ассоциированных с ними мер. Для получения этих оценок предварительно обосновываются некоторые предельные переходы, устанавливаются интегральные формулы типа формулы Карлемана (для функций, голоморфных в полуплоскости) и Грина. Полученные результаты, представляющие, на наш взгляд, самостоятельный интерес, вместе с данным в [8] представлением субгармонических функций в конусе составляют основу для проводимого во второй части работы исследования функций вполне регулярного роста в конусе. Мы даем несколько критериев регулярности роста и, в том числе, эквивалентность вполне регулярности роста функции $u(x)$ специальной правильности распределения порождаемых ею мер — риссовской и граничной. Получены формулы, связывающие характеристики роста функции с характеристиками распределения ассоциированных с нею мер.

Параллельно нам ряд фактов о функциях регулярного роста в конусе установил Л. Грумен [4]. Отметим, что в своем определении таких функций Л. Грумен исходил не из традиционного упоминавшегося выше определения функции вполне регулярного роста в \mathbf{C} или \mathbf{R}^m , как это сделано у нас, а из данного им ранее для функций в \mathbf{R}^m определения луча регулярного роста. Можно показать, что оба определения эквивалентны. Результаты, однако, различны, поскольку различны рассматриваемые нами и Л. Груменом задачи.

1. Основные понятия. На сфере $S_1 = \{x \in \mathbf{R}^m : |x| = 1\}$ рассмотрим область Γ с дважды гладкой границей и в этой области Γ краевую задачу $\Delta^* \varphi + \lambda \varphi = 0$, $\varphi|_{\partial \Gamma} = 0$, где Δ^* — сферическая часть оператора Лапласа Δ , имеющего в сферических координатах следующий вид:

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{m-1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \Delta^*.$$

Через $\lambda_j = \lambda_j(\Gamma)$, $0 < \lambda_1 < \lambda_2 \leq \lambda_3 \leq \dots$ обозначим собственные числа этой краевой задачи. Будет предполагать область Γ таковой, что соответствующие числам λ_j собственные функции $\varphi_j = \varphi_j^\Gamma$ принадлежат классу $C^2(\bar{\Gamma})$ и $\frac{\partial \varphi_1}{\partial n} > 0$ на $\partial \Gamma$ (здесь и всюду далее $\frac{\partial}{\partial n}$ означает дифференцирование по внутренней нормали).

Обозначим через $K = K^\Gamma$ конус $\{x \in \mathbf{R}^m : \frac{x}{|x|} \in \Gamma\}$. Элементы евклидова объема в \mathbf{R}^m и индуцированного метрикой \mathbf{R}^m $(m-1)$ -мерного объема на ∂K обозначим соответственно через $d\omega$ и $d\sigma$, а элемент $(m-1)$ -мерного объема сфера S_R — через dS_R . Все функции φ_j будем считать продолженными в конус K равенствами $\varphi_j(x) \stackrel{\text{def}}{=} \varphi_j\left(\frac{x}{|x|}\right)$ и нормированными условием $\int_{\Gamma} |\varphi_j|^2 dS_1 = 1$. Положим также $B_R =$

$$= \{x \in \mathbf{R}^m : |x| < R\}, S_R = gB_R, K_R = K \cap B_R, K_{r,R} = K_R \setminus \bar{B}_r, \Gamma_R = K \cap S_R, \\ \Gamma_{r,R} = \partial \bar{K} \cap \bar{K}_{r,R}; \theta_m = (m-2) \int_{S_1} dS_1 \quad (m > 2), \theta_2 = 2\pi;$$

$$\kappa_j^\pm = \frac{1}{2} [-m + 2 \pm \sqrt{(m-2)^2 + 4\lambda_j}].$$

Отметим, что функции $\varphi_j(x) |x|^{\kappa_j^\pm}$ гармоничны в конусе K , принадлежат классу $C^2(\bar{K} \setminus \{0\})$ и обращаются в нуль на $\partial K \setminus \{0\}$. В дальнейшем функция φ_1 для краткости обозначается через φ , а числа κ_j^\pm — через κ^\pm .

Множество функций, субгармонических в области $G \subset \mathbf{R}^m$, обозначим через $SH(G)$. Через $\mu = \mu_u$ будем обозначать меру, ассоциированную по Риссу, субгармонической функции $u(x)$. Иными словами, $\mu_u^{\text{def}} = \frac{1}{\theta_m} \Delta u$, причем оператор Лапласа Δ рассматривается как оператор в пространстве обобщенных функций D' . Известно, что первые частные производные функции $u \in SH(G)$ существуют почти всюду и являются локально суммируемыми функциями, задающими соответствующие производные в пространстве $D'(G)$. Нам понадобится дополнительная информация о производных субгармонических функций.

Лемма 1. Пусть область $G \subset \mathbf{R}^m$ содержит множества $\bar{\Gamma}_r$, $a < r < b$. Пусть функция $u \in SH(G)$, а последовательность функций $u_j \in SH(G) \cap C^\infty(G)$, монотонно убывая, сходится при $j \rightarrow \infty$ к функции u . Тогда при любом $r \in (a, b)$, удовлетворяющем условию $\mu(\bar{\Gamma}_r) = 0$, и для любой функции $\eta \in C_0^1(\bar{\Gamma}_r) = \{\psi \in C^1(S_r) : \text{supp } \psi \subset \bar{\Gamma}_r\}$ существует предел

$$\lim_{j \rightarrow \infty} \int_{\bar{\Gamma}_r} \frac{\partial u_j}{\partial r} \eta dS_r,$$

который не зависит от выбора последовательности u_j . Кроме того, для каждой функции $\eta \in D(K_{a,b})$ при почти всех $r \in (a, b)$ выполняется равенство

$$\lim_{j \rightarrow \infty} \int_{\bar{\Gamma}_r} \frac{\partial u_j}{\partial r} \eta dS_r = \int_{\bar{\Gamma}_r} \frac{\partial u}{\partial r} \eta dS_r. \quad (1)$$

Доказательство. Рассмотрим какую-нибудь область $\Omega \subset \subset G$ с кусочно-гладкой границей, удовлетворяющую условиям: 1) $\bar{\Gamma}_r \subset \partial \Omega$ 2) $\mu(\partial \Omega) = 0$. Обозначим через $Q(x)$ решение задачи Дирихле в области Ω с краевым условием $Q|_{\partial \Omega \setminus \bar{\Gamma}_r} = 0$, $Q|_{\bar{\Gamma}_r} = \eta$. Согласно формуле Грина имеем

$$\int_{\partial \Omega} u_j \frac{\partial Q}{\partial n} ds - \int_{\bar{\Gamma}_r} \frac{\partial u_j}{\partial r} \eta dS_r = \int_{\Omega} Q \Delta u_j d\omega.$$

Так как $u_j \rightharpoonup u$, $\lim_{j \rightarrow \infty} \int_{\partial \Omega} u_j \frac{\partial Q}{\partial n} ds = \int_{\partial \Omega} u \frac{\partial Q}{\partial n} ds$ и последовательность Δu_j слабо сходится к мере $\theta_m \mu = \Delta u$. Из последнего с учетом $\mu(\partial \Omega) = 0$ заключаем, что

$$\lim_{j \rightarrow \infty} \int_{\Omega} \Delta u_j Q d\omega = \theta_m \int_{\Omega} Q d\mu. \quad (2)$$

Таким образом, существует

$$\lim_{j \rightarrow \infty} \int_{\Gamma_r} \eta \frac{\partial u_j}{\partial r} dS_r = -\theta_m \int_{\Omega} Q d\mu + \int_{\partial \Omega} u \frac{\partial Q}{\partial n} ds. \quad (3)$$

Заметим, что правая часть равенства (3) не зависит от выбора последовательности $\{u_j\}$, а левая — от выбора Ω .

Для доказательства справедливости равенства (1) достаточно показать, что для любой функции $v(t) \in D((a, b))$ имеет место равенство

$$\int_a^b v(r) \lim_{j \rightarrow \infty} \int_{\Gamma_r} \eta \frac{\partial u_j}{\partial r} dS_r dr = \int_{K_{a,b}} v(|x|) \eta \frac{\partial u}{\partial r} d\omega.$$

Учитывая определение обобщенной функции $\frac{\partial u}{\partial r}$, получаем, что

$$\begin{aligned} \int_{K_{a,b}} v(|x|) \eta \frac{\partial u}{\partial r} d\omega &= -\sum_{i=1}^m \lim_{j \rightarrow \infty} \int_{K_{a,b}} u_j \frac{\partial}{\partial x_i} \left[v(|x|) \eta(x) \frac{\partial x_i}{\partial r} \right] d\omega = \\ &= \lim_{j \rightarrow \infty} \int_{K_{a,b}} v(|x|) \eta(x) \frac{\partial u_j}{\partial r} d\omega = \\ &= \int_a^b v(r) \lim_{j \rightarrow \infty} \int_{\Gamma_r} \eta \frac{\partial u_j}{\partial r} dS_r dr. \end{aligned}$$

Лемма доказана.

Замечание. Из изложенного видно, что в том случае, когда r таково, что равенства (1) нет, но $\mu(\bar{\Gamma}_r) = 0$ и, значит, предел $\lim_{j \rightarrow \infty}$

$$\int_{\Gamma_r} \frac{\partial u_j}{\partial r} \eta dS_r \text{ существует, естественно этот предел обозначить через } \int_{\Gamma_r} \frac{\partial u}{\partial r} \eta dS_r.$$

При таком обозначении, используемом и в дальнейшем, равенство (3) принимает удобную форму

$$\int_{\Gamma_r} \eta \frac{\partial u}{\partial r} dS_r = -\theta_m \int_{\Omega} Q d\mu + \int_{\partial \Omega} u \frac{\partial Q}{\partial n} ds.$$

2. Формула Карлемана (предварительная). Следующая ниже лемма 2 содержит равенство типа формулы Карлемана, относящейся к функциям, голоморфным в полуплоскости (см., например, [1]). Для того чтобы ее сформулировать, определим при $R > 0$ функцию $\Psi_R(x) = \gamma_R(|x|) \varphi(x)$, где $\gamma_R(t) = t^{k-} - R^{k-} - t^+ t^{k+}$. Заметим, что функция Ψ_R гармонична в $K_{r,R}$ при любом $r \in (0, R)$ и обращается в нуль на $\Gamma_R \cup \Gamma_{r,R}$.

Лемма 2. Пусть $u(x)$ — функция, субгармоническая в некоторой окрестности G множества $K_{r,R}$. Тогда, если $\mu(\bar{\Gamma}_r) = 0$, то

$$\begin{aligned} \theta_m \int_{K_{r,R}} \Psi_R d\mu = & -\gamma_R(r) \int_{\Gamma_r} \varphi \frac{\partial u}{\partial n} dS_r + \gamma'_R(r) \int_{\Gamma_r} u \varphi dS_r - \\ & - \gamma'_R(R) \int_{\Gamma_R} u \varphi dS_R + \int_{\Gamma_{r,R}} u \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma. \end{aligned} \quad (4)$$

Доказательство. Вначале докажем (4) в случае, когда $u \in C^2(G)$. Для этого используем формулу Грина, примененную к области $K_{r,R}$ и функциям $u(x)$ и $\Psi_R(x)$. Получаем тогда

$$\begin{aligned} \theta_m \int_{K_{r,R}} \Psi_R d\mu = & - \int_{\Gamma_R} \left(\Psi_R \frac{\partial u}{\partial n} - u \frac{\partial \Psi_R}{\partial n} \right) dS_R - \\ & - \int_{\Gamma_r} \left(\Psi_R \frac{\partial u}{\partial n} - u \frac{\partial \Psi_R}{\partial n} \right) dS_r - \int_{\Gamma_{r,R}} \left(\Psi_R \frac{\partial u}{\partial n} - u \frac{\partial \Psi_R}{\partial n} \right) d\sigma = \\ = & - \gamma'_R(R) \int_{\Gamma_R} u \varphi dS_R - \gamma_R(r) \int_{\Gamma_r} \frac{\partial u}{\partial n} \varphi dS_r + \\ & + \gamma'_R(r) \int_{\Gamma_r} u \varphi dS_r + \int_{\Gamma_{r,R}} u \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma. \end{aligned}$$

Таким образом, в предположении, что $u \in C^2(G)$, равенство (4) доказано.

Пусть теперь $u(x)$ — произвольная субгармоническая функция в области $G \supset \bar{K}_{r,R}$. В каждой области G' такой, что $\bar{K}_{r,R} \subset G' \subset \subset G$, существует монотонно убывающая к $u(x)$ последовательность функций $u_j \in C^\infty(G') \cap SH(G')$. Для функций u_j , как было только что доказано, равенство (4) справедливо. Далее, очевидно, при $j \rightarrow \infty$

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma_r} u_j \varphi dS_r & \rightarrow \int_{\Gamma_r} u \varphi dS_r; \\ \int_{\Gamma_R} u_j \varphi dS_R & \rightarrow \int_{\Gamma_R} u \varphi dS_R; \\ \int_{\Gamma_{r,R}} u_j \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma & \rightarrow \int_{\Gamma_{r,R}} u \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma. \end{aligned}$$

Из леммы 1 в силу сделанного в условии доказываемой леммы предположения $\mu(\bar{\Gamma}_r) = 0$ заключаем

$$\lim_{j \rightarrow \infty} \int_{\Gamma_r} \frac{\partial u_j}{\partial n} \varphi dS_r = \int_{\Gamma_r} \frac{\partial u}{\partial n} \varphi dS_r.$$

Наконец, равенство

$$\lim_{l \rightarrow \infty} \int_{K_{r,R}} \psi_R \Delta u_j d\omega = \int_{K_{r,R}} \varphi_R \Delta u d\omega$$

имеет место по тем же соображениям, что и равенство (2). Таким образом, в равенстве (4), справедливом, как было отмечено, для функций u_j , при $j \rightarrow \infty$ возможен переход к пределу, совершая который убеждаемся в наличии равенства (4) для функции $u(x)$. Лемма доказана.

3. Интегральные оценки. Прежде, чем сформулировать лемму 3, в которой будут даны важные для наших целей оценки субгармонических функций, условимся в дальнейшем через $D_j(\dots, \dots, \dots)$, $j = 1, 2, \dots$, обозначать функции, зависящие при данном конусе K только от указанных в них параметров, и локально ограниченные при рассматриваемых значениях этих параметров.

Лемма 3. Пусть $u(x)$ — функция, субгармоническая в окрестности G множества $\bar{K}_{\lambda, \infty}$, и при этом $\mu(\bar{\Gamma}_\lambda) = 0$. Пусть, далее, при некотором $\rho > \kappa^+$ и некоторых положительных a, b, c и d выполняются неравенства

$$u(x) \leq a|x|^\rho + b, \quad \forall x \in K_{\lambda, \infty}; \quad (5)$$

$$\left| \int_{\Gamma_\lambda} \frac{\partial u}{\partial n} \varphi dS_\lambda \right| \leq c; \quad (6)$$

$$\int_{\Gamma_\lambda} |u \varphi| dS_\lambda \leq d. \quad (7)$$

Тогда при любых r и R , $\lambda \leq r < R$, справедливы неравенства

$$\int_{\Gamma_R} |u(x)| \varphi(x) dS_R \leq D_1 R^{\rho+m-1}; \quad (8)$$

$$\int_{K_{r,R}} |u(x)| \cdot |x|^\beta \varphi(x) d\omega \leq D_1 R^{\rho+m-1+\beta} \cdot (R-r), \quad r > \lambda; \quad (9)$$

$$\int_{\Gamma_{\lambda,R}} |u(x)| \cdot |x|^\alpha \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma \leq D_2 R^{\rho+m-2+\alpha}; \quad (10)$$

$$\int_{\Delta_{\lambda,R}^\delta} |u(x)| \cdot |x|^{-2} d\omega \leq \delta D_3 R^{\rho+m-2}, \quad (11)$$

где $D_j = D_j(a, b, c, d, \rho, \lambda)$, $j = 1, 2, 3$, $\Delta_{\lambda, R}^{\delta} = \{x \in K_{\lambda, R} : \varphi(x) < \delta\}$, a на числа α, β, δ наложены условия: $\beta \geq -\rho - m + 1$, $\alpha \geq \kappa^-$, $\delta < \delta_1$, где δ_1 — некоторое достаточно малое положительное число.

Доказательство. Неравенство (8) получается из равенства (4) следующим образом:

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma_R} |u| \varphi dS_R &= \int_{\Gamma_R} (2u^+ - u) \varphi dS_R = 2 \int_{\Gamma_R} u^+ \varphi dS_R + \\ &+ \frac{\theta_m}{\gamma'_R(R)} \int_{K_{\lambda, R}} \Psi_R d\mu + \frac{\gamma_R(\lambda)}{\gamma'_R(R)} \int_{\Gamma_{\lambda}} \varphi \frac{\partial u}{\partial n} dS_{\lambda} - \\ &- \frac{\gamma'_R(\gamma)}{\gamma'_R(R)} \int_{\Gamma_{\lambda}} u \varphi dS_{\lambda} - \frac{1}{\gamma'_R(R)} \int_{\Gamma_{\lambda, R}} u \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma \leq \\ &\leq 2 \int_{\Gamma_R} (aR^{\rho} + b) dS_R + e \frac{\gamma_R(\lambda)}{|\gamma'_R(R)|} + d \left| \frac{\gamma'_R(\lambda)}{\gamma'_R(R)} \right| + \\ &+ \frac{1}{|\gamma'_R(R)|} \int_{\Gamma_{\lambda, R}} (a|x|^{\rho} + b) \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma \leq D_1 R^{\rho+m-1}. \end{aligned}$$

Неравенство (9) получается посредством перехода в правой его части к повторному интегралу с последующей оценкой внутреннего интеграла с помощью уже доказанного неравенства (8).

Для того чтобы получить соотношение (10), оценим предварительно

$$\int_{\Gamma_{\lambda, R}} |u(x)| \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma.$$

Используя, как и ранее, равенство (4), имеем

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma_{\lambda, R}} |u| \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma &= \int_{\Gamma_{\lambda, R}} (2u^+ - u) \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma \leq \\ &\leq 2 \int_{\Gamma_{\lambda, R}} u^+ \gamma_R(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma - \gamma_R(\lambda) \int_{\Gamma_{\lambda}} u \frac{\partial \varphi}{\partial n} dS_{\lambda} + \\ &+ \gamma'_R(\lambda) \int_{\Gamma_{\lambda}} u \varphi dS_{\lambda} - \gamma'_R(R) \int_{\Gamma_R} u \varphi dS_R \leq D_4 R^{\rho+m-2+\kappa^-}, \quad (12) \end{aligned}$$

где $D_4 = D_4(a, b, c, d, \rho, \lambda)$. Учитывая далее неравенство

$$\gamma_{2R}(|x|) \geq R^{\kappa^-} (1 - 2^{\kappa^- - \kappa^+}), \quad \forall x \in B_R,$$

получаем

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma_{\lambda, R}} |u| |x|^{\alpha} \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma &= \int_{\Gamma_{\lambda, R}} |u| |x|^{\alpha - \kappa^-} (|x|^{\kappa^-} - |x|^{\kappa^+} R^{\kappa^- - \kappa^+}) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma + \\ &+ \int_{\Gamma_{\lambda, R}} |u| |x|^{\alpha + \kappa^+ - \kappa^-} R^{\kappa^- - \kappa^+} \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma \leq D_4 R^{\alpha + \rho + m - 2} + \end{aligned}$$

$$R^\alpha \int_{\Gamma_{\lambda, R}} |u| \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma \leq D_4 R^{\alpha + \rho + m - 2} + \\ + \frac{R^{\alpha - \kappa^-}}{1 - 2^{\kappa^- - \kappa^+}} D_4 \cdot (2R)^{\rho + m - 2 + \kappa^-} \leq D_2 R^{\rho + m - 2 + \alpha}.$$

Тем самым доказано неравенство (10).

Для получения соотношения (11) заметим, прежде всего, что хотя функции D_1, D_2 зависят от выбора конуса K или, что то же самое, от множества Γ , однако, как показывает простой анализ, при проведении оценок в конусах $K^{(l)} = K^{\Gamma^{(l)}}$, где $\Gamma^{(l)} = \{x \in \Gamma : \varphi(x) < l\}$, их можно выбрать не зависящими от $l \in [0, \delta_0]$ где δ_0 таково, что $\kappa^+(\Gamma^{(\delta_0)}) < \rho$. Кроме того, поскольку мы предполагаем, что граница Γ дважды гладкая, соответствующие областям (на S_1) $\Gamma^{(l)}$ собственные функции $\varphi^{(l)}$, как известно, удовлетворяют при некотором достаточно малом $\delta_1 < \delta_0$ условию:

$$\inf_{\partial \Gamma^{(l)}} \frac{\partial \varphi^{(l)}}{\partial n} = c > 0, \\ 0 \leq l \leq \delta_1.$$

Учитывая это и обозначая через $d\sigma^{(l)}$ элемент объема гиперповерхности $\Gamma_{0, \infty}^{(l)}$, получаем, что

$$\int_{\Delta_{r, R}^\delta} |u(x)| |x|^{-2} d\omega = \int_0^\delta dl \int_{\Gamma_{r, R}^{(l)}} |u(x)| |x|^{-2} \left(\frac{\partial \varphi}{\partial n}\right)^{-1} d\sigma^{(l)} \leq \\ \leq c^{-2} \int_0^\delta dl \int_{\Gamma_{r, R}^{(l)}} |u(x)| \frac{\partial \varphi^{(l)}}{\partial n} d\sigma^{(l)} \leq \delta c^{-2} D_2 R^{\rho + m - 2}.$$

Лемма доказана.

Далее, вплоть до п. 6, мы предполагаем, что конус K «сдвигаем» в себя, т. е. существует такая точка $x^0 \in S_1$, что при всех $h > 0$ имеет место включение $\{K + hx^0\} \subset K$. Отметим, что, в частности, все вынуклые конусы «сдвигаемы». В п.6 это требование на конус K будет снято и все полученные результаты будут распространены на общий случай.

Лемма 4. Пусть функция $u \in SH(K)$ при некоторых $a > 0, b > 0$ и $\rho > \kappa^+$ удовлетворяет условию $u(x) \leq a|x|^\rho + b, \forall x \in K$. Тогда для любого $\lambda > 0$ существуют такие константы $C_j = C_j(\lambda, u), j = 1, 2, 3$, что при $0 < \lambda < R$ выполняются неравенства

$$\int_{K_{r, R}} |u(x)| |x|^{-2} \varphi(x) d\omega \leq C_1 R^{\rho + m - 3} (R - r); \quad (13)$$

$$\int_{\Delta_{\lambda, R}^{\delta}} |u(x)| |x|^{-2} d\omega \leq \delta C_2 R^{\rho+m-2}; \quad (14)$$

$$\int_{K_{r, R}} \varphi(x) d\mu \leq C_3 R^{\rho+m-2}. \quad (15)$$

Доказательство. В области $K_{4\lambda}$ функция $u(x)$, поскольку она ограничена сверху, допускает представление

$$u(x) = - \int_{K_{4\lambda}} G(x, y) d\mu(y) + H(x),$$

где $G(x, y)$ — функция Грина области $K_{4\lambda}$, а $H(x)$ — наименьшая гармоническая мажоранта функции $u(x)$ в той же области. По функции $H(x)$ построим функцию $H_1(x)$, гармоническую в шаре $B_{3\lambda}$, совпадающую с $H(x)$ на $\Gamma_{3\lambda}$ и мажорирующую $H(x)$ на $K_{3\lambda}$. Нетрудно видеть, что это возможно. Далее введем в рассмотрение функцию

$$V(x) = \begin{cases} u(x), & x \in K \setminus B_{4\lambda}, \\ H(x), & x \in K_{4\lambda} \setminus B_{3\lambda}, \\ H_1(x), & x \in B_{3\lambda}. \end{cases}$$

Очевидно, что функция $V(x)$ на $SH(K \cup B_{3\lambda})$ и при некотором $b_1 > 0$ удовлетворяет в конусе K оценке $V(x) \leq a|x|^\rho + b$. Обозначим $V_h(x) = V(x + hx^0)$, $h > 0$. При всех $h \in (0, \lambda)$ функции $V_h(x)$ субгармоничны в окрестности \bar{K} , гармоничны в $B_{2\lambda}$ и в конусе K удовлетворяют неравенству $V_h(x) \leq a_2|x|^\rho + b_2$, где a_2 и b_2 не зависят от h . Кроме того, поскольку гармонические в $B_{2\lambda}$ функции V_h при $h \rightarrow 0$ сходятся к функции V , выполняются также неравенства

$$\int_{\Gamma_\lambda} \left| \frac{\partial V_h}{\partial n} \right| \varphi dS_\lambda \leq c;$$

$$\int_{\Gamma_\lambda} |V_h| \varphi dS_\lambda \leq d$$

с некоторыми константами c и d , не зависящими от h . Следовательно, мы находимся в условиях применения леммы 3, согласно которой заключаем, что

$$\int_{K_{r, R}} |V_h| |x|^{-2} \varphi d\omega \leq D_1 R^{\rho+m-3} (R-r); \quad (16)$$

$$\int_{\Gamma_{r, R}} |V_h| \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma \leq D_2 R^{\rho+m-2}; \quad (17)$$

$$\int_{\Delta_{r, R}^{\delta}} |V_h| |x|^{-2} d\omega \leq D_3 R^{\rho+m-2}, \quad (18)$$

¹ Отметим, что в [9] получена оценка величины $\mu(K'_{\lambda, R})$, когда $K' = K\Gamma'$, $\Gamma' \subset \subset \Gamma$.

где $D_j = D_j(a_2, b_2, c, d, \rho, \lambda)$, $j = 1, 2, 3$; $0 < 4\lambda < r < R$. Переходя в (16) и (18) к пределу при $h \rightarrow 0$ и замечая при этом, что функции V_h в $D'(K_{4\lambda, \infty})$ сходятся к функции u , получаем оценки (13) и (14). Чтобы получить (15), воспользуемся равенством (4) для области $K_{\lambda, 2R}$ и функции $V_h(x)$. Имеем

$$\begin{aligned} \theta_m \int_{K_{\lambda, 2R}} \gamma_{2R}(|x|) \varphi d\mu_h = & -\gamma_{2R}(\lambda) \int_{\Gamma_\lambda} \varphi \frac{\partial V_h}{\partial n} dS_\lambda + \\ & + \gamma'_{2R}(\lambda) \int_{\Gamma_\lambda} V_h \varphi dS_\lambda - \gamma'_{2R}(2R) \int_{\Gamma_{2R}} V_h \varphi dS_{2R} + \\ & + \int_{\Gamma_{\lambda, 2R}} V_h \gamma_{2R}(|x|) \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma \end{aligned}$$

(здесь $\mu_h = \mu_{V_h} = \frac{1}{\theta_m} \Delta V_h$). Отсюда, используя (8) и (12), заключаем,

$$\begin{aligned} \text{что } \int_{K_{\lambda, 2R}} \gamma_{2R}(|x|) \varphi d\mu_h \leq & c [\lambda^{\kappa^-} - \lambda^{\kappa^+} (2R)^{\kappa^- - \kappa^+}] - d [\kappa^- \lambda^{\kappa^- - 1} - \\ & - \kappa^+ \lambda^{\kappa^+ - 1} (2R)^{\kappa^- - \kappa^+}] + D_4 (2R)^{\rho + m - 2 + \kappa^-} + \\ & + D_1 \frac{R^{\kappa^- - 1}}{\kappa^+ - \kappa^-} R^{\rho + m - 1} 2^{\rho + m - 2 + \kappa^-} \leq D_5 R^{\rho + m - 2 + \kappa^-}. \end{aligned}$$

С другой стороны,

$$\begin{aligned} \int_{K_{\lambda, R}} \gamma_{2R}(|x|) \varphi d\mu_h \geq & \min_{t \in \{\lambda, R\}} \gamma_{2R}(t) \int_{K_{\lambda, R}} \varphi d\mu_h \geq \\ \geq & R^{\kappa^-} (1 - 2^{\kappa^- - \kappa^+}) \int_{K_{4\lambda, R}} \varphi d\mu_h. \end{aligned}$$

Следовательно,

$$\int_{K_{4\lambda, R}} \varphi d\mu_h \leq \frac{R^{-\kappa^-}}{1 - 2^{\kappa^- - \kappa^+}} \int_{K_{\lambda, 2R}} \gamma_{2R}(|x|) \varphi d\mu_h \leq C_3 R^{\rho + m - 2},$$

где C_3 не зависит от h . Отсюда, поскольку при $h \rightarrow 0$ меры μ_h сходятся в $D'(K_{4\lambda, \infty})$ к мере μ , немедленно следует, что

$$\int_{K_{4\lambda, R}} \varphi d\mu \leq C_3 R^{\rho + m - 2}.$$

Лемма доказана.

4. Предельные переходы, граничная мера. В лемме 5 дается обоснование ряда используемых в дальнейшем предельных переходов. При этом по функции $u \in SH(K)$ на границе конуса вводится мера, являющаяся в некотором смысле предельным значением функции u на ∂K .

Лемма 5. Пусть функция $u \in SH(K)$ ограничена сверху на каждом ограниченном подмножестве конуса K и пусть $u_h(x) = u(x + hx^0)$, $h > 0$. Тогда справедливы следующие утверждения:

$$a) \lim_{h \rightarrow 0} \int_{K_{\lambda, R}} u_h Q d\omega = \int_{K_{\lambda, R}} u Q d\omega, \quad \forall Q \in C(\bar{K}_{\lambda, R}), \quad 0 < \lambda < R;$$

б) для любых $\lambda > 0$ и $R > \lambda$, не принадлежащих множеству $\Lambda_u^1 = \{t : \mu(\Gamma_t) > 0\}$, выполняется равенство

$$\lim_{h \rightarrow 0} \int_{K_{\lambda, R}} Q \varphi d\mu_h = \int_{K_{\lambda, R}} Q \varphi d\mu, \quad \forall Q \in C^1(\bar{K}_{\lambda, R}) (\mu_h = \mu_{u_h});$$

в) функции u_h , рассматриваемые как функционалы на пространстве функций из $C(\partial K)$ с ограниченными носителями в $\partial K \setminus \{0\}$, при $h \rightarrow 0$ слабо сходятся к некоторой мере $\nu = \nu_u$ (на ∂K);

г) функции $u_{h,r}$, рассматриваемые как функционалы на пространстве $C(\bar{\Gamma}_r)$ для всех r , исключая счетное множество $\Lambda_u^2 = \{r : |\nu| \times \times (\partial \Gamma_r) > 0\}$, при $h \rightarrow 0$ слабо сходятся к некоторой мере $\nu^{(r)} = \nu_u^{(r)}$;

д) если $r \notin \bar{\Lambda}_u = \Lambda_u^1 \cup \Lambda_u^2$ и $h \rightarrow 0$, не принимая значений, в которых $\mu_h(\bar{\Gamma}_r) \neq 0$, то для любой функции $\eta \in C^2(\bar{\Gamma}_r)$ существует предел

$$\lim_{h \rightarrow +0} \int_{\Gamma_r} \varphi \eta \frac{\partial u_h}{\partial r} dS_r \stackrel{\text{def}}{=} Q(\eta, r, u);$$

е) если дополнительно функция u удовлетворяет в конусе K неравенству $u(x) \leq a|x|^\rho + b$, то при любом $R > r$

$$\int_{\Gamma_r, R} \frac{\partial \varphi}{\partial n} d|\nu| \leq CR^{\rho+m-2}, \quad C = C(u, r). \quad (19)$$

Доказательство. Обозначим $G = K_{\lambda, R}$, $G_1^h = G + hx^0$, $G_2^h = G \cap \cap G_1^h$, $G_3^h = G_1^h \setminus G$, $G_4^h = G \setminus \{K + hx^0\}$, $G_5^h = G \setminus \{G_2^h \cup G_4^h\}$, $\varphi_h(x) = \varphi(x + hx^0)$, $Q_h(x) = Q(x + hx^0)$. Тогда

$$\begin{aligned} & \int_{K_{\lambda, R}} u_h Q d\omega - \int_{K_{\lambda, R}} u Q d\omega = \int_{G_1^h} u Q_{-h} d\omega - \int_G u Q d\omega = \\ & = \int_{G_3^h} u Q_{-h} d\omega + \int_{G_2^h} u [Q_{-h} - Q] d\omega - \int_{G_4^h} u Q d\omega - \int_{G_5^h} u Q d\omega. \end{aligned}$$

Функция $u(x)$ в области $K_{\lambda/2, R}$ ограничена сверху. Поэтому (см. оценки (13) и (14) леммы 4¹)

$$\int_G |u(x)| d\omega < \infty; \quad (20)$$

$$\int_{\Delta_{\lambda, R}^\delta} |u(x)| d\omega = O(\delta). \quad (21)$$

¹ Формально в лемме 4 предполагается, что функция $u(x)$ удовлетворяет неравенству $u(x) \leq a|x|^\rho + b$. Ясно, однако, что соответствующие оценки имеют место и тогда, когда она только ограничена сверху в областях $K_{\lambda, R}$.

Отсюда следует, что при $h \rightarrow 0$

$$\int_{G_i^h} |u| d\omega \rightarrow 0, \quad i = 3, 4, 5,$$

и, значит,

$$\lim_{h \rightarrow 0} \int_{G_i^h} u Q d\omega = 0, \quad i = 4, 5; \quad \int_{G_3^h} u Q_{-h} d\omega \rightarrow 0.$$

Учитывая непрерывность функции Q , имеем также

$$\lim_{h \rightarrow 0} \int_{G_2^h} u [Q_{-h} - Q] d\omega = 0.$$

Тем самым утверждение а) доказано.

Для доказательства утверждения б) вместо соотношений (20) и (21) воспользуемся вытекающим из оценки (15) неравенством

$$\int_G \varphi d\mu < \infty. \quad (22)$$

Из этого неравенства, как нетрудно видеть, следует

$$\int_{G \setminus \Delta_{\lambda, R}^{\delta}} d\mu = \delta^{-1} o(1).$$

Заметим далее, что $G_2^h \subset G \setminus \Delta_{\lambda, R}^{\delta[h]}$, где $\delta[h] = \inf_{x \in G_2^h} \varphi(x) \geq \inf_{x \in G} \varphi(x + hx^0) \geq ch, \quad \epsilon > 0$. Следовательно,

$$\int_{G_2^h} d\mu \leq \int_{G \setminus \Delta_{\lambda, R}^{\delta[h]}} d\mu \leq (\delta[h])^{-1} o(1) \leq \frac{o(1)}{ch}. \quad (23)$$

Далее, поскольку в пункте б) предполагается, что $Q \in C^1(\bar{G})$ и $\varphi \in C^1(\bar{G})$,

$$\max_{x \in G_2^h} |\varphi_{-h} Q_{-h} - \varphi Q| = hO(1).$$

Отсюда, а также из (23) заключаем

$$\lim_{h \rightarrow 0} \int_{G_2^h} [\varphi_{-h} Q_{-h} - \varphi Q] d\mu = 0,$$

откуда, в свою очередь, следует

$$\lim_{h \rightarrow 0} \int_{G_i^h} Q \varphi d\mu = 0, \quad i = 3, 4, 5.$$

Теперь, чтобы получить утверждение б), достаточно заметить, что

$$\int_{K_{\lambda, R}} Q\varphi d\mu_h - \int_{K_{\lambda, R}} Q\varphi d\mu = \sum_{i=2}^3 \int_{G_i^h} [\varphi_{-h} Q_{-h} - \varphi Q] d\mu - \\ - \sum_{i=4}^5 \int_{G_i^h} \varphi Q d\mu + \int_{G_3^h} \varphi Q d\mu.$$

Для доказательства утверждений в) и г) рассмотрим на $\Gamma_{r, R}$ и $\bar{\Gamma}_r$ соответственно семейства мер $\{u_h d\sigma\}_h$ и $\{u_h \varphi dS_r\}_h$. Из оценок (17), (18) следует, что эти семейства ограничены по вариации при любых фиксированных r и R . Следовательно, они слабо компактны и из каждой последовательности $h_j \rightarrow 0$ можно выбрать такую подпоследовательность $h_{j'}$, что меры $\nu_{j'} = u_{h_{j'}} d\sigma$ будут при $j' \rightarrow \infty$ слабо сходиться на пространстве $C(\Gamma_{r, R})$ к некоторой мере $\nu^{(r, R)}$, а меры $\nu_{j'}^{(\varphi)} = u_{h_{j'}} \varphi dS_r$ будут слабо сходиться на пространстве $C(\bar{\Gamma}_r)$ к мере $\nu^{(\varphi)}$. Заметим, что для любых чисел r' и R' , $0 < r' < r < R < R' < \infty$ определенная по некоторой подпоследовательности $h_{j''}$ последовательности $h_{j'}$ предельная мера $\nu^{(r', R')}$ является продолжением меры $\nu^{(r, R)}$ на $\Gamma_{r', R'}$ в следующем смысле:

$$\nu^{(r', R')}|_{\bar{\Gamma}_{r, R}} = \nu^{(r, R)}|_{\bar{\Gamma}_{r, R}},$$

где $\bar{\Gamma}_{r, R} = \Gamma_{r, R} \setminus \partial\Gamma_{r, R}$. Это обстоятельство позволяет, отправляясь от последовательности $h_{j'}$ и прореживая ее на каждом шаге, определить на $\partial K \setminus \{0\}$ некоторую меру ν . Для завершения доказательства утверждений в) и г) теперь достаточно установить единственность мер ν и $\nu^{(\varphi)}$ при r , не принадлежащих некоторому счетному множеству.

Пусть $0 < r < R$, функция $\psi \in D(\Gamma_{r, R})$, $\tilde{\psi}$ — какое-либо продолжение функции ψ в \bar{K} , принадлежащее классу $C^2(\bar{K})$ и такое, что $\tilde{\psi}(x) = 0$ при $x \in \bar{K} \setminus \bar{K}_{r, R}$. Обозначим через $u_h^i(x)$ построенную стандартным способом последовательность функций из $SH(\bar{K}) \cap C^\infty(\bar{K})$, монотонно убывающую на \bar{K} к функции $u_h(x)$. Применим к функциям $u_h(x)$ и $\tilde{\psi}(x)\varphi(x)$ формулу Грина в области $K_{a, b}$, $a < r < R < b$, а затем, используя лемму 1, перейдем к пределу при $j \rightarrow \infty$. Получим тогда

$$\int_{K_{a, b}} u_h \Delta(\tilde{\psi}\varphi) d\omega - \theta_m \int_{K_{a, b}} \tilde{\psi}\varphi d\mu_h = - \int_{\Gamma_{r, R}} u_h \psi \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma.$$

Из этого равенства в силу уже доказанных утверждений а) и б) и согласно определению меры ν вытекает, что $\forall \psi \in D(\Gamma_{r, R})$ существует

$$\lim_{h \rightarrow 0} \int_{\Gamma_{r, R}} u_h \psi \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma = \int_{\Gamma_{r, R}} \psi \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\nu = - \int_{K_{a, b}} u \Delta(\tilde{\psi}\varphi) d\omega + \theta_m \int_{K_{a, b}} \tilde{\psi}\varphi d\mu.$$

(24)

Тем самым утверждение в) доказано.

Для установления единственности меры $\nu^{(r)}$ при $r \notin \Lambda_u^1 \cup \Lambda_u^2$ формула Грина применяется в области $K_{a,r}$ к функциям $u_h^j(x)$ и $\tilde{\eta}(x)\varphi(x)$, где

$\tilde{\eta}(x) = \eta\left(\frac{rx}{|x|}\right)\gamma(|x|)$, $\eta(x)$ — произвольная функция из $C^2(\bar{\Gamma}_r)$, а функция $\gamma(t) \in C^\infty(\mathbf{R}_+)$, $\text{supp } \gamma \subset (a, 2r)$, $\gamma(r) = 0$, $\gamma'(r) = 1$. Перейдя в этой формуле к пределу по $j \rightarrow \infty$, получим равенство

$$\begin{aligned} & - \int_{K_{a,r}} u_h \Delta(\tilde{\eta}\varphi) d\omega + \theta_m \int_{K_{a,r}} \tilde{\eta}\varphi d\mu_h - \\ & - \int_{\Gamma_{a,r}} u_h \tilde{\eta} \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma = \int_{\Gamma_r} u_h \eta \varphi dS_r. \end{aligned} \quad (25)$$

Левая часть равенства (25) при $r \in \Lambda_u^1 \cup \Lambda_u^2$, как уже доказано, имеет предел при $h \rightarrow 0$. Значит, $\forall \eta \in C^2(\bar{\Gamma}_r) \exists \lim_{h \rightarrow 0} \int_{\Gamma_r} u_h \eta \varphi dS_r = \int_{\Gamma_r} \eta d\nu^{(r)}$, что завершает доказательство утверждения г).

Утверждение д) доказывается рассуждением, приведшим к формуле (25), с заменой функции $\gamma(t)$ функцией $\gamma_1(t) \in C^\infty(\mathbf{R}_+)$ такой, что $\text{supp } \gamma_1 \subset (a, 2r)$, $\gamma_1(r) = 1$, $\gamma_1'(r) = 0$. При этом получаем, что при $r \in \Lambda_u^1 \cup \Lambda_u^2$

$$\begin{aligned} \exists \lim_{h \rightarrow 0} \int_{\Gamma_r} \eta \varphi \frac{\partial u_h}{\partial r} dS_r = & - \int_{K_{a,r}} u \Delta(\tilde{\eta}\varphi) d\omega + \\ & + \theta_m \int_{K_{a,r}} \tilde{\eta}\varphi d\mu - \int_{\Gamma_{a,r}} \tilde{\eta} \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\nu. \end{aligned} \quad (26)$$

Отметим, наконец, что соотношение (19) следует из оценки (10). Лемма доказана.

Замечание 1. Можно показать, что при $r, R \notin \Lambda_u^1 \cup \Lambda_u^2$ наименьшая гармоническая мажоранта $H^{(r,R)}$ функции u в области $K_{r,R}$ представится в виде

$$\begin{aligned} H^{(r,R)}(x) = & \frac{1}{\theta_m} \int_{\Gamma_{r,R}} \frac{\partial G(x,y)}{\partial n_y} d\nu(y) + \\ & + \frac{1}{\theta_m} \int_{\bar{\Gamma}_r} g(x,y) d\nu^{(r)}(y) + \frac{1}{\theta_m} \int_{\bar{\Gamma}_R} g(x,y) d\nu^{(R)}(y), \end{aligned}$$

где $G(x,y)$ — функция Грина области $K_{r,R}$, а $g(x,y) = \lim_{y' \rightarrow y, y' \in \Gamma_r \cup \Gamma_R} \frac{\partial G(x,y')}{\partial n_{y'}} \Big| \varphi(y')$, $x \in K_{r,R}$, $y \in \bar{\Gamma}_r \cup \bar{\Gamma}_R$.

Замечание 2. В том случае, когда какое-то подмножество F границы конуса, открытое в топологии ∂K , компактно вложено в область субгармоничности функции $u(x)$, граничная мера ν_u на F совпадает с мерой $u d\sigma$. Действительно, выберем для любой функции $\psi \in D(F)$ такое ее продолжение $\tilde{\psi}$ в \bar{K} , что $\tilde{\psi}(x) = 0$ вне достаточно малой

окрестности (в R^m) Ω множества $\text{supp } \psi$. Тогда для функций $u^i \in SH(\Omega) \cap C^\infty(\Omega)$, $u^j \searrow u$ на Ω и функции $\bar{\psi}\varphi$ можно записать формулу Грина в области $K_{a,b}$, $\Gamma_{a,b} \supset F$. Перейдя в ней к пределу по $j \rightarrow \infty$, получим

$$\int_{K_{a,b}} u \Delta(\bar{\psi}\varphi) d\omega - \theta_m \int_{K_{a,b}} \bar{\psi}\varphi d\mu = - \int_F u \psi \frac{\partial \varphi}{\partial n} d\sigma.$$

Сравнивая это равенство с соотношением (24) и учитывая единственность меры ν , приходим к искомому утверждению.

По этим же соображениям (используя соотношение (25) для функции $\eta \in D(\Gamma_r)$) предельная мера $\nu^{(r)}$ функции $u(x)$, субгармонической в K , совпадает для $r \notin \Lambda_u^1 \cup \Lambda_u^2$ с мерой $u\varphi dS_r$ на множествах, компактно вложенных в Γ_r , а значит, и на всем (открытом в топологии S_r) множестве Γ_r . Более того, как следует из утверждения а) леммы 5, равенство $d\nu^{(r)} = u\varphi dS_r$ справедливо и на множестве Γ_r для всех $r \in (0, \infty)$, не принадлежащих некоторому множеству Λ_u^3 нулевой лебеговой меры.

В дальнейшем множество $\Lambda_u^1 \cup \Lambda_u^2 \cup \Lambda_u^3$ всех «исключительных» значений будем обозначать через Λ_u .

Список литературы: 1. Левин Б. Я. Распределение корней целых функций. М., 1956. 632 с. 2. Агранович П. З., Ронкич Л. И. О функциях вполне регулярного роста многих переменных // *Ann. Polon. Math.* 1981. 39, № 2. С. 239—254. 3. Азарич В. С. Об асимптотическом поведении субгармонических функций конечного порядка // *Мат. сб.* 1979. 108 (150), № 2. С. 147—167. 4. Gruman L. Les zéros des fonctions entières d'ordre fini, de croissance régulière dans C^n // *C. r. Acad. Sci. Paris.* 1976. 282. P. 5. Говоров Н. В. Краевая задача Римана с бесконечным индексом. М., 1986. 240 с. 6. Ронкич Л. И. Функции вполне регулярного роста в полуплоскости // *Докл. АН УССР. Сер. А.*, 1985. № 3. С. 10—13. 7. Рашковский А. Ю., Ронкич Л. И. Субгармонические функции конечного порядка в конусе // *Докл. АН СССР.* 1987. 297, № 2. С. 298—302. 8. Рашковский А. Ю. Интегральное представление субгармонических функций конечного порядка в конусе. // *Сиб. мат. журн.* 1989. 30, № 3. С. 109—123. 9. Berenstein C. A. An estimate for the number of zeros of analytic functions in n -dimensional cones // *Adv. Compl. Funct. Theory. Lect. Notes Math.*, 1976. N 505. P. 1—16.

Поступила в редколлегию 12.01.89