

УДК 517.982

ШКАЛЫ ПРОСТРАНСТВ L_p И ИХ СВЯЗЬ С ПРОСТРАНСТВАМИ ОРЛИЧА¹

А. Е. Мамонтов

Введение

В теоремах вложения, а также в прикладных задачах (см., например, [1–7]), может возникать ситуация, когда норма некоторой измеримой функции u оценивается в целой шкале пространств Лебега L_p :

$$\|u\|_{L_p} \leq C_1 \omega(p), \quad p \in (\alpha, \beta) \quad (0.1)$$

(здесь C_1 не зависит от p , и $1 \leq \alpha < \beta \leq +\infty$). Ясно, что если мы не хотим терять информацию о функции u , нередко добытую с большим трудом, мы вынуждены далее «носить с собой» целое семейство оценок (0.1), не «загрубляя» функцию ω , так как заранее, вообще говоря, неясно, в каких пределах мы можем ее менять (т. е. заменять на более простую по форме). В некоторых из упомянутых работ (см. [5–7]) отмечено (для конкретных, достаточно простых функций ω , с $\beta = +\infty$), что из (0.1) следует оценка функции u в пространстве Орлича L_Φ :

$$\|u\|_{L_\Phi} \leq C_2, \quad (0.2)$$

порождаемом N -функцией Φ , которая может быть подсчитана по ω , в остальных же статьях так и оставлено громоздкое представление в виде (0.1), возможно, потому, что двусторонняя связь (0.1) \iff (0.2) осталась без исследования. Тем самым, для некоторых конкретных ω и $\beta = +\infty$ было показано (0.1) \implies (0.2), и, кроме того, при простейших ω «вблизи L_∞ » (т. е. для ω , растущих достаточно медленно, и $\beta = +\infty$) нетрудно показать обратную связь (0.2) \implies (0.1), что являлось достоянием «математического фольклора».

¹Работа выполнена при поддержке Российского Фонда Фундаментальных Исследований (проект № 05-01-00131) и при поддержке гранта НШ-7525.2006.1.

Таким образом, остались без четкого исследования следующие важные для приложений вопросы:

- (1) Когда можно утверждать $(0.2) \implies (0.1)$ (может быть, с другой ω); другими словами, совпадает ли класс функций u , описываемых оценкой (0.1), с некоторым пространством Орлича, а если да, то с каким?
- (2) Как описать связь между (0.1) и (0.2) для произвольных ω , Φ , α и β , четко определив классы для ω и Φ и явно указав операторы, сопоставляющие их друг другу?

Частично на эти вопросы были даны ответы в [8]. В настоящей статье мы попытаемся завершить начатую в [8] работу, доведя ее до необходимой полноты; при этом вместо использованных в [8] дискретных представлений N-функций (через ряды), мы будем употреблять интегральные представления, разработанные в [9, 10], что представляется более удобным для приложений.

Для удобства читателя основные результаты схематично (но не полностью) сформулированы в § 8, а использованные в статье нестандартные или требующие пояснений термины и обозначения перечислены в Приложении.

§ 1. Предварительные построения

Мы будем работать с N-функциями и порождаемыми ими пространствами Орлича. Подробно с их теорией можно познакомиться по монографии [11]. Для удобства читателя кратко напомним некоторые понятия этой теории.

Четная возрастающая на \mathbb{R}^+ положительная вне 0 выпуклая функция M называется N-функцией (функцией Юнга), если $M(s)/s \rightarrow 0$ при $s \rightarrow 0$, и $M(s)/s \rightarrow +\infty$ при $s \rightarrow +\infty$. Будем обозначать множество всех N-функций символом \mathcal{N} (рассматривая их только на \mathbb{R}^+), а символом $\overline{\mathcal{N}}$ обозначим множество *обобщенных N-функций* (т. е. допускающих бесконечные значения, в этом случае $\Phi \in \overline{\mathcal{N}} \setminus \mathcal{N}$ обладают свойством $\Phi(s) \rightarrow +\infty$ при $s \rightarrow s_* < +\infty$). На $\overline{\mathcal{N}}$ можно ввести отношения \prec , \sim и \ll по следующим правилам:

$$\begin{aligned}
 M \prec N, & \quad \text{если } M(u) \leq N(Au) \quad \text{при } u \geq B \text{ с некоторыми } A, B \in \mathbb{R}^+; \\
 M \ll N, & \quad \text{если } \lim_{u \rightarrow \infty} \frac{M(\lambda u)}{N(u)} = 0 \quad \text{при всех } \lambda > 0; \\
 M \sim N, & \quad \text{если } M \prec N \text{ и } N \prec M.
 \end{aligned}$$

Эти отношения будут применяться нами и на более широких классах функций. Будем также использовать более слабое, чем \ll , отношение \ll_* , которое по определению есть \ll , но не \succ («строго меньше»).

Пусть Ω — множество в \mathbb{R}^n с конечной мерой Лебега $\mu(\Omega) < \infty$. С тем же успехом (как и всегда в теории симметричных пространств) могут быть рассмотрены и абстрактные

множества и меры, но мы на этом не сосредоточиваемся. Будем рассматривать пространства Лебега, Лоренца, Марцинкевича и Орлича на Ω и там, где это не вызывает недоразумений, опускать символ Ω в обозначениях пространств.

Предположим, что задано число $\beta \in (1, +\infty]$.

Определение 1.1. Символом $\mathcal{M}_*(\beta)$ обозначим множество функций ω , заданных и измеримых на интервале $[\alpha, \beta)$ (где $\alpha = \alpha(\omega) \in [1, \beta)$) и таких, что $\omega \geq \omega_*(\omega) = \text{const} > 0$.

Определение 1.2. Пусть $\omega \in \mathcal{M}_*(\beta)$. Определим пространства:

(1) $L_{\omega, \beta}(\Omega) = \{ u \in L_p(\Omega) \mid \forall p \in [\alpha, \beta) \ \|u\|_{L_p} \leq C\omega(p) \}$ с нормой

$$\|u\|_{L_{\omega, \beta}} = \sup_{p \in [\alpha, \beta)} \frac{\|u\|_{L_p}}{\omega(p)}. \quad (1.1)$$

(2) $E_{\omega, \beta}(\Omega)$ есть замыкание $L_\infty(\Omega)$ в норме (1.1). □

Для изучения интересующих нас связей между этими пространствами и классическими симметричными пространствами (Орлича, Лоренца и Марцинкевича) удобно использовать следующие понятия и факты (подробно изученные в [9, 10], поэтому здесь соответствующие утверждения приводятся без доказательства):

Определение 1.3. Оператор \mathbf{In}_β определяется на $\mathcal{M}_*(\beta)$ по правилу:

$$\mathbf{In}_\beta[\omega](v) = \int_\alpha^\beta \frac{v^p dp}{\omega^p(p)}.$$

Определение 1.4. Пусть $f, g : \mathbb{R}^+ \rightarrow \overline{\mathbb{R}^+}$ — измеримые функции (здесь и далее $\overline{\mathbb{R}^+} = \mathbb{R}^+ \cup \{+\infty\}$). Будем говорить, что f растет на $+\infty$ быстрее (или убывает медленнее) функции g , если $g(s)/f(s) \rightarrow 0$ при $s \rightarrow +\infty$.

Определение 1.5. $\mathcal{D}(\beta)$ есть класс измеримых отображений $f : \mathbb{R}^+ \rightarrow \overline{\mathbb{R}^+}$ таких, что: f конечна в левой окрестности точки 1; $f(s)$ растет на $+\infty$ быстрее чем s^γ с любым $\gamma < \beta$; а если $\beta < +\infty$, то $f(s)$ растет медленнее чем s^β .

Определение 1.6. Пусть $\Phi \in \mathcal{D}(\beta)$. Будем писать для $p \in [\alpha, \beta)$:

$$\mathbf{m}_\Phi(p) = \min_{u \geq 1} \frac{\Phi(u)}{u^p}, \quad \mathbf{Sc}_\beta[\Phi](p) = \mathbf{m}_\Phi^{-1/p}(p) = \max_{u \geq 1} \frac{u}{\Phi^{1/p}(u)},$$

$\mu_\Phi(p)$ — любая точка, где достигаются эти \min и \max .

Определение 1.7. Пусть $\Phi \in \mathcal{D}(\beta)$. Будем писать

$$\mathbf{P}_\beta[\Phi](u) = \int_\alpha^\beta \mathbf{m}_\Phi(p) u^p dp.$$

Определение 1.8. Будем писать, что две измеримые функции $f, g : [\alpha, \beta) \rightarrow \mathbb{R}^+$ связаны отношением $f \overset{\circ}{\sim} g$, если существует постоянная $C > 0$ такая, что $f(\xi) \leq Cg(\xi)$ при ξ , близких к β . Также будем обозначать:

$f \overset{\circ}{\sim} g$, если $f \overset{\circ}{\prec} g$ и $g \overset{\circ}{\prec} f$; $f \overset{\circ}{\asymp} g$, если $f(\xi)/g(\xi) \rightarrow 0$ при $\xi \rightarrow \beta$;

$f \overset{\circ}{\asymp}_* g$, если $f \overset{\circ}{\sim} g$, но не $g \overset{\circ}{\sim} f$ (более слабое свойство чем $f \overset{\circ}{\asymp} g$). \square

Имеют место следующие свойства введенных величин [9, 10]:

- (1) $\mathbf{In}_\beta : \mathcal{M}_*(\beta) \rightarrow \overline{\mathcal{N}} \cap \mathcal{D}(\beta)$, при этом при изменении α результат $\mathbf{In}_\beta[\omega]$ остается в том же классе в смысле \sim .
- (2) Если $\omega_1 \overset{\circ}{\prec} \omega_2$, то $\mathbf{In}_\beta[\omega_1] \succ \mathbf{In}_\beta[\omega_2]$, т. е. , в частности, при изменении ω с точностью до $\overset{\circ}{\sim}$ результат $\mathbf{In}_\beta[\omega]$ остается в том же классе \sim .
- (3) $\mathbf{Sc}_\beta : \mathcal{D}(\beta) \rightarrow \mathcal{M}_*(\beta)$, при этом $\mathbf{Sc}_\beta[\Phi]$ не убывает; если Φ всюду конечна, то $\mathbf{Sc}_\beta[\Phi](\beta) = +\infty$, иначе $\mathbf{Sc}_\beta[\Phi]$ ограничена.
- (4) Если $\Phi_1 \prec \Phi_2$, то $\mathbf{Sc}_\beta[\Phi_1] \overset{\circ}{\succ} \mathbf{Sc}_\beta[\Phi_2]$, т. е. при $\Phi_1 \sim \Phi_2$ верно $\mathbf{Sc}_\beta[\Phi_1] \overset{\circ}{\sim} \mathbf{Sc}_\beta[\Phi_2]$.
- (5) $\mathbf{In}_\beta \circ \mathbf{Sc}_\beta = \mathbf{P}_\beta$; таким образом, $\mathbf{P}_\beta : \mathcal{D}(\beta) \rightarrow \mathcal{D}(\beta) \cap \overline{\mathcal{N}}$ и сохраняет отношения \prec и \sim , при этом из свойства (1) ясно, что $\mathbf{P}_\beta[\Phi]$ не зависит от выбора α (с точностью до \sim). Кроме того, всегда $\mathbf{P}_\beta[\Phi] \prec \Phi$.
- (6) Если Φ всюду конечна, что $\mathbf{P}_\beta[\Phi] \in \mathcal{N}$.

Кроме того, добавим два не упомянутых в [9, 10] простых свойства:

- (7) Если $\Phi_1 \prec \Phi_2$, то $\mathbf{Sc}_\beta[\Phi_1] \overset{\circ}{\succ} \mathbf{Sc}_\beta[\Phi_2]$ (простое следствие определений).
- (8) Если $\omega_1 \overset{\circ}{\prec} \omega_2$, то $\mathbf{In}_\beta[\omega_1] \succ \mathbf{In}_\beta[\omega_2]$ (легко следует из определений и свойства (1)).

Нас также будет интересовать возможность обращения операторов \mathbf{In}_β , \mathbf{Sc}_β и \mathbf{P}_β . В силу свойств (2), (4), (5) можно отождествить эквивалентные Φ и ω и не заботиться о выборе α . В [9, 10] изучались классы $\mathcal{C}(\beta)$, которые, по существу, состоят из таких Φ , что

$$\Phi \sim \mathbf{In}_\beta[\omega], \quad \text{где } \omega > 0 \text{ в левой окрестности точки } \beta \quad (1.2)$$

(точное описание $\mathcal{C}(\beta)$ см. в Определении 7.4). При этом оказалось, что $\mathcal{C}(\beta)$ можно конструктивно описать, особенно в случае $\beta = +\infty$, когда $\mathcal{C}(+\infty) \supset \mathcal{E}$, где

$$\mathcal{E} = \{ \Phi \in \mathcal{D}(+\infty) \mid \Phi \sim \mathbf{P}_\infty[\Phi] \}. \quad (1.3)$$

Поскольку \mathcal{E} , как было доказано (в [9], см. также Предложение 4.1), содержит «почти все» элементы $\mathcal{D}(+\infty)$, то в случае $\beta = +\infty$ удастся обратить операторы \mathbf{In}_∞ и \mathbf{P}_∞ — а именно, на классе \mathcal{E} верно: $\mathbf{P}_\infty = I$, $\mathbf{P}_\infty^{-1} = I$, $\mathbf{In}_\infty^{-1} = \mathbf{Sc}_\infty$. Отметим также, что класс \mathcal{E} содержит все $\Phi \sim \Phi_0$, если $\Phi_0 \in \mathcal{E}$ (очевидно из свойства (5)). Благодаря этому в классе \mathcal{E} можно утверждать более точные свойства \mathbf{In}_∞ и \mathbf{Sc}_∞ , например, следующие дополнения к (2), (4), (7):

- (9) Пусть $\Phi_1, \Phi_2 \in \mathcal{E}$, $\omega_k = \mathbf{Sc}_\infty[\Phi_k]$, $k = 1, 2$. Тогда $\Phi_1 \prec \Phi_2$ эквивалентно $\omega_1 \prec^\varphi \omega_2$.
В самом деле, слева направо это есть свойство (4), а справа налево получается из свойств (2), (6) и определения \mathcal{E} :

$$\Phi_1 \sim \mathbf{P}_\infty[\Phi_1] = \mathbf{In}_\infty[\omega_1] \prec \mathbf{In}_\infty[\omega_2] = \mathbf{P}_\infty[\Phi_2] \sim \Phi_2.$$

- (10) Пусть $\Phi_1, \Phi_2 \in \mathcal{E}$, $\omega_k = \mathbf{Sc}_\infty[\Phi_k]$, $k = 1, 2$. Тогда $\Phi_1 \ll_* \Phi_2$ эквивалентно $\omega_1 \prec_*^\varphi \omega_2$ — это очевидное следствие свойства (9).
(11) Пусть $\Phi_1, \Phi_2 \in \mathcal{E}$, $\omega_k = \mathbf{Sc}_\infty[\Phi_k]$, $k = 1, 2$. Тогда $\Phi_1 \ll \Phi_2$ эквивалентно $\omega_1 \prec^\varphi \omega_2$ — это легко доказать из свойств (6), (7), (8) и определения \mathcal{E} , рассуждая аналогично свойству (9).

Для $\mathcal{D}(+\infty) \setminus \mathcal{E}$ (это достаточно узкий класс, которым можно пренебречь) и для $\mathcal{D}(\beta)$, $\beta < +\infty$, будем, вообще говоря, иметь $\mathbf{P}_\beta[\Phi] \prec \Phi$ строго (удается оценить, насколько рост $\mathbf{P}_\beta[\Phi]$ медленнее роста Φ), так что \mathbf{In}_β^{-1} уже не есть \mathbf{Sc}_β , но все же может быть построен, как сказано выше, на классе $\mathcal{C}(\beta)$.

Для описания процедуры обращения \mathbf{Sc}_β введем вспомогательные обозначения:

Определение 1.9. Будем обозначать (если эти функции определены):

$$\mathbf{e}_\omega(s) = \frac{s\omega'(s)}{\omega(s)}; \nu_\omega — функция, обратная к $(\cdot)\mathbf{e}_\omega(\cdot)$; $N_\omega(\eta) = \int_B^\eta \frac{dz}{\nu_\omega(z)}$.$$

Определение 1.10. Класс $\Omega(\beta)$ состоит из таких функций ω , заданных и измеримых на $[\alpha, \beta)$, что почти всюду определена \mathbf{e}_ω , и

- (1) $\xi \mathbf{e}_\omega(\xi) \nearrow +\infty$ при $\xi \rightarrow \beta$ (т.е. ν_ω определена в окрестности $+\infty$ и монотонно стремится к β ; также N_ω определена, если $B > \inf \xi \mathbf{e}_\omega(\xi)$);
- (2) выполнено соотношение

$$\int^{\beta} \left(\frac{1}{\nu_\omega(z)} - \frac{1}{\beta} \right) dz = +\infty. \quad \square$$

Отметим, что в классе $\Omega(\beta)$ имеют место: оценка

$$\int^{\beta} \left(\frac{1}{p} - \frac{1}{\nu_\omega(z)} \right) dz = +\infty \text{ при всех } p < \beta, \quad (1.4)$$

соотношение (в смысле \mathcal{D}')

$$\left(\nu_\omega(z) - \nu'_\omega(z) - 1 \geq 0 \text{ при } z \gg 1 \right) \iff \left(\frac{d}{d\xi} \xi \mathbf{e}_\omega(\xi) \geq \frac{1}{\xi - 1} \text{ при } \xi \rightarrow \beta \right), \quad (1.5)$$

и монотонное неубывание функции $(\ln \omega + \mathbf{e}_\omega)$ вблизи точки β (очевидно из п. (1) Определения 1.10).

В [9] были доказаны следующие свойства величин \mathbf{e}_Φ , \mathbf{m}_Φ и $\boldsymbol{\mu}_\Phi$:

Предложение 1.11. Для любой $\Phi \in \mathcal{D}(\beta)$ справедливы равенства

$$\mathbf{e}_\Phi(\boldsymbol{\mu}_\Phi(p)) = p; \quad \frac{d}{dp} \ln \mathbf{m}_\Phi(p) + \ln \boldsymbol{\mu}_\Phi(p) = 0; \quad \frac{d}{dp} \frac{\ln \mathbf{m}_\Phi(p)}{p} = -\frac{\ln \Phi(\boldsymbol{\mu}_\Phi(p))}{p^2}; \quad (1.6)$$

причем первое из них — при дополнительном ограничении $\Phi \in C^1(\mathbb{R}^+)$, а остальные понимаются в смысле \mathcal{D}' . □

Задачу об обращении оператора \mathbf{Sc}_β ($\mathbf{Sc}_\beta[\Phi] = \omega$) по определению можно записать в виде уравнения

$$\mathbf{m}_\Phi(p) = \omega^{-p}(p). \quad (1.7)$$

Из Предложения 1.11 очевидна единственность решения (1.7) относительно Φ в классе $\mathcal{D}(\beta) \cap C^1(\mathbb{R}^+)$. Существование решения показано в [10]:

Предложение 1.12. Пусть $\omega \in \Omega(\beta)$. Тогда существует $\Phi \in \mathcal{N} \cap \mathcal{D}(\beta)$, доставляющая решение уравнению (1.7). При этом, с точностью до замены $\Phi(v) := \Phi(C_1 v)$, это решение удовлетворяет соотношениям:

$$\mathbf{e}_\Phi = \nu_\omega \circ \ln \Phi; \quad \Phi(v) = \exp(N_\omega^{-1}(\ln v)), \quad (1.8)$$

причем \mathbf{e}_Φ не убывает. □

Более полно связь между (1.7) и (1.8) раскрывается и дополняется в следующем утверждении:

Предложение 1.13. Пусть $\omega \in \Omega(\beta)$. Соотношение (1.8)₁ определяет Φ единственным образом с точностью до замены $\Phi(v) := \Phi(Cv)$ и эквивалентно каждому из следующих уравнений (представлений):

$$\mathbf{m}_\Phi(p) = (C\omega(p))^{-p}, \quad C = \text{const} > 0, \quad (1.9)$$

$$N_\omega(\ln \Phi(s)) = \ln s + N_\omega(\ln \Phi(1)), \quad (1.10)$$

$$\begin{aligned} N_\omega[\ln \Phi\{\omega(p) \exp(\mathbf{e}_\omega(p))\}] = \\ = N_\omega(p \mathbf{e}_\omega(p)) + \left[\mathbf{e}_\omega(\alpha) + \ln \omega(\alpha) + N_\omega(\ln \Phi(1)) - N_\omega(\alpha \mathbf{e}_\omega(\alpha)) \right]. \end{aligned} \quad (1.11)$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Однозначность нахождения Φ из (1.8)₁ (с точностью до растяжения аргумента) будет следовать из того, что (1.8)₁ \iff (1.10) (надо иметь в виду произвол B в определении N_ω).

(1.8)₁ \iff (1.9): благодаря (1.6) легко показать, что (1.9) эквивалентно соотношению

$$\ln \Phi(\boldsymbol{\mu}_\Phi(p)) = p \mathbf{e}_\omega(p). \quad (1.12)$$

В классе $\omega \in \Omega(\beta)$ из (1.8)₁ или (1.12) следует монотонность одной из функций \mathbf{e}_Φ или $\boldsymbol{\mu}_\Phi$, а тогда, в силу Предложения 1.11 — монотонность другой и их взаимнообратность, и тогда (1.8)₁ \iff (1.12) очевидно.

(1.8)₁ \iff (1.10): очевидно.

(1.10) \iff (1.11): легко следует из тривиального тождества

$$N_\omega(p \mathbf{e}_\omega(p)) = \mathbf{e}_\omega(p) + \ln \omega(p) + N_\omega(\alpha \mathbf{e}_\omega(\alpha)) - \mathbf{e}_\omega(\alpha) - \ln \omega(\alpha). \quad \square$$

Замечание 1.14. Растягивая аргумент функции Φ , можно добиться $C = 1$ в (1.9), $\Phi(1) = 1$ в (1.10) (что превращает эти соотношения в (1.7) и (1.8)₂ соответственно), и $[\dots] = 0$ в (1.11), что превращает его в представление

$$\ln \Phi(\omega(p) \exp\{\mathbf{e}_\omega(p)\}) = p \mathbf{e}_\omega(p), \quad (1.13)$$

которое также определяет Φ уже однозначно. Таким образом, (1.7), (1.8) и (1.13) являются представлениями оператора $\mathbf{S}\mathbf{c}_\beta^{-1}$, определенного, тем самым, на множестве $\Omega(\beta)$ и действующего в $\mathcal{D}(\beta) \cap \mathcal{N}$. Фактически, $\mathbf{S}\mathbf{c}_\beta^{-1}$ определен на пополнении класса $\Omega(\beta)$ по отношению \mathcal{L} (которое несущественно при отыскании Φ с точностью до \sim), которое покрывает «почти всё» $\mathcal{M}_*(\beta)$ [10, Замечание 4.6]. \square

Помимо изученных нами отображений и величин, нам также потребуется оператор \mathcal{M}_σ , вводимый по правилу:

$$\mathcal{M}_\sigma[\psi](p) = \left(\int_\sigma^{+\infty} \psi(s) s^p ds \right)^{1/p}. \quad (1.14)$$

С точностью до степени $1/p$, \mathcal{M}_σ есть преобразование Меллина. Мы будем рассматривать его на неотрицательных ψ , выбирая произвольно $\sigma \geq 0$.

Определение 1.15. Обозначим символом $\Omega_\sigma(\beta)$ множество таких измеримых на $[\alpha, \beta)$ функций ω , для которых существует неотрицательное решение ψ уравнения

$$\mathcal{M}_\sigma[\psi] \mathcal{L} \omega. \quad (1.15)$$

В [10] класс $\Omega_\sigma(\beta)$ был подробно описан в терминах асимптотики допустимых функций ω вблизи точки β , был указан алгоритм поиска решений ψ , и показано, что выбор α и σ не играет роли (т.е. решение ψ и множество $\Omega_\sigma(\beta)$ остаются теми же), так что индекс σ в символе $\Omega_\sigma(\beta)$ не означает зависимости от σ , а служит для обозначения. Выбор σ и α производится произвольно с целью более удобных представлений. Отметим, что решение уравнения (1.15) автоматически обладает свойством $\psi \in L_1(\sigma, +\infty)$.

Теперь мы готовы перейти к описанию пространств $L_{\omega, \beta}$ и $E_{\omega, \beta}$.

§ 2. Внутренние отношения между разными $L_{\omega,\beta}$ и $E_{\omega,\beta}$

Предложение 2.1. Пусть $\omega \in \mathcal{M}_*(\beta)$. Тогда нормы (1.1) при разных $\alpha \in [1, \beta)$ эквивалентны.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Обозначив правую часть (1.1) через $B(\alpha)$, получаем, что $B(\alpha_1) \geq B(\alpha_2)$ при любых $1 \leq \alpha_1 < \alpha_2 < \beta$. С другой стороны, при всех $p \in [\alpha_1, \alpha_2)$ имеем

$$\begin{aligned} \|u\|_{L_p} &\leq \|u\|_{L_{\alpha_2}} (\mu(\Omega))^{\frac{\alpha_2-p}{\alpha_2 p}} \leq \\ &\leq B(\alpha_2) \omega(\alpha_2) (1 + \mu(\Omega))^{\frac{\alpha_2-p}{\alpha_2 p}} \leq \frac{\omega(\alpha_2) (1 + \mu(\Omega))^{\frac{\alpha_2-\alpha_1}{\alpha_1 \alpha_2}}}{\omega_*(\omega)} \omega(p) B(\alpha_2), \end{aligned}$$

откуда следует $B(\alpha_1) \leq C \cdot B(\alpha_2)$, что и требовалось. \square

Некоторые соотношения пространств $L_{\omega,\beta}$ и $E_{\omega,\beta}$ друг с другом (помимо очевидного $E_{\omega,\beta} \hookrightarrow L_{\omega,\beta}$) даются в следующем утверждении:

Утверждение 2.2. Пусть $\omega_1, \omega_2 \in \mathcal{M}_*(\beta)$. Тогда:

(1) Из $\omega_1 \stackrel{\varphi}{\sim} \omega_2$ следует

$$L_{\omega_1,\beta} \hookrightarrow L_{\omega_2,\beta}, \quad E_{\omega_1,\beta} \hookrightarrow E_{\omega_2,\beta}. \quad (2.1)$$

(1*) Из $\omega_1 \stackrel{\varphi}{\sim} \omega_2$ следуют совпадения $L_{\omega_1,\beta} = L_{\omega_2,\beta}$, $E_{\omega_1,\beta} = E_{\omega_2,\beta}$ как нормированных пространств.

Далее пусть дополнительно выполнено условие

$$\omega_2 \in \Omega_\sigma(\beta), \quad (2.2)$$

т. е. $\omega_2 \stackrel{\varphi}{\sim} \omega_3 = \mathcal{M}_\sigma[\psi]$. Тогда:

(2) Из $\omega_1 \stackrel{\varphi}{\not\sim} \omega_2$ следует

$$L_{\omega_2,\beta} \setminus L_{\omega_1,\beta} \neq \emptyset. \quad (2.3)$$

(3) $L_{\omega_1,\beta} \subset L_{\omega_2,\beta} \iff \omega_1 \stackrel{\varphi}{\sim} \omega_2 \iff L_{\omega_1,\beta} \hookrightarrow L_{\omega_2,\beta}$.

(3*) Если ω_1 также удовлетворяет (2.2), то

$$L_{\omega_1,\beta} = L_{\omega_2,\beta} \text{ как множества} \iff \omega_1 \stackrel{\varphi}{\sim} \omega_2 \iff L_{\omega_1,\beta} = L_{\omega_2,\beta} \text{ как нормир. пр-ва.}$$

(4) $\omega_1 \stackrel{\varphi}{\not\sim}_* \omega_2$ эквивалентно

$$L_{\omega_1,\beta} \hookrightarrow L_{\omega_2,\beta} \text{ со строгим теоретико-множественным включением.} \quad (2.4)$$

(4*) $\omega_1 \stackrel{\varphi}{\not\sim}_* \omega_2$ влечет

$$E_{\omega_1,\beta} \hookrightarrow E_{\omega_2,\beta}. \quad (2.5)$$

(4**) $\omega_1 \stackrel{\varphi}{\not\sim} \omega_2$ влечет (2.4) и (2.5).

Замечание 2.3. В Утверждении 2.2 требуемые связи раскрыты не полностью (особенно это касается пространств $E_{\omega, \beta}$). Ниже для случая $\beta = +\infty$ этот недостаток будет исправлен, и в частности будет снято ограничение (2.2) — см. Утверждение 4.3 и Замечание 4.4.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО (Утверждения 2.2).

- (1) По условию, $\omega_1(p) \leq C\omega_2(p)$ при всех $p \in [\alpha, \beta)$, где α выбрано достаточно близким к β , а $C = \text{const} > 0$. Отсюда очевидно следует неравенство

$$\|u\|_{L_{\omega_2, \beta}} \leq C\|u\|_{L_{\omega_1, \beta}} \quad (2.6)$$

для всех u , при которых конечна правая часть (2.6), что и дает (2.1)₁. Вложение (2.1)₂ получается замыканием неравенства (2.6), примененного к $u \in L_\infty$.

(1*) очевидно следует из (1).

- (2) Продолжая, в случае $\sigma > 0$, функцию ψ нулем на $[0, \sigma)$, можно добиться $\psi_3 = \mathcal{M}_0[\psi]$. Поскольку $\psi \in L_1(\mathbb{R}^+)$, то, умножая ψ на подходящую постоянную (при этом ω_3 заменится на $\tilde{\omega}_3 \stackrel{\varphi}{\sim} \omega_3$), можно получить $\int_0^{+\infty} \psi(s) ds = \mu(\Omega)$. Очевидно, что существует монотонная функция $v_* : (0, \mu(\Omega)) \rightarrow \mathbb{R}^+$ такая, что $v_*^{-1}(r) = \int_0^r \psi(s) ds$, так что любая функция $v : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^+$, равноизмеримая с v_* , обладает свойством

$$\|v\|_{L_p(\Omega)}^p = \int_0^{\mu(\Omega)} v_*^p(\xi) d\xi = \int_0^{+\infty} s^p \psi(s) ds = \omega_3^p(p),$$

т. е. $v \in L_{\omega_3, \beta} = L_{\omega_2, \beta}$. В то же время, по условию $\exists p_N \rightarrow \beta: \omega_2(p_N) \geq N\omega_1(p_N)$, так что $\|v\|_{L_{p_N}(\Omega)} = \omega_3(p_N) \geq \varepsilon\omega_2(p_N) \geq N\varepsilon\omega_1(p_N)$, и в итоге $v \notin L_{\omega_1, \beta}$, что доказывает (2.3).

- (3) $(L_{\omega_1, \beta} \subset L_{\omega_2, \beta}) \implies (\omega_1 \stackrel{\varphi}{\prec} \omega_2)$ есть перезапись (2).
 $(\omega_1 \stackrel{\varphi}{\prec} \omega_2) \implies (L_{\omega_1, \beta} \hookrightarrow L_{\omega_2, \beta})$ есть (1).
 $(L_{\omega_1, \beta} \hookrightarrow L_{\omega_2, \beta}) \implies (L_{\omega_1, \beta} \subset L_{\omega_2, \beta})$ тривиально.

(3*) — очевидное следствие (3).

- (4) $(\omega_1 \stackrel{\varphi}{\prec}_* \omega_2) \implies (2.4)$ есть комбинация (1) и (2).
 $(2.4) \implies (\omega_1 \stackrel{\varphi}{\prec}_* \omega_2)$ есть перезапись (2) и (3).

(4*) В силу (2.4) имеет место подчиненность норм, которая влечет вложение для пространств $E_{\omega, \beta}$ как замыканий L_∞ по этим нормам.

- (4**) тривиально следует из (4) и (4*) в силу того, что отношение $\stackrel{\varphi}{\prec}$ сильнее чем $\stackrel{\varphi}{\prec}_*$.

□

§ 3. Отношения между пространствами $L_{\omega,\beta}$, $E_{\omega,\beta}$ и пространствами Лоренца, Марцинкевича и Орлича

Естественно попытаться изучить связь между $L_{\omega,\beta}$, $E_{\omega,\beta}$ и пространствами Орлича при помощи вычисления фундаментальных функций этих пространств. Непосредственный подсчет и [11, с. 97] дают следующие представления для характеристических функций пространств $L_{\omega,\beta}$ и L_{Φ} (с нормой Люксембурга):

$$\varphi_{L_{\omega,\beta}}(t) = \sup_{p \in [\alpha,\beta]} \frac{t^{1/p}}{\omega(p)}; \quad \varphi_{L_{\Phi}}(t) = \frac{1}{\Phi^{-1}(1/t)}. \quad (3.1)$$

В общем случае $\omega \in \mathcal{M}_*(\beta)$ формула (3.1)₁ не выражает $\varphi_{L_{\omega,\beta}}$ в достаточно явном виде, однако можно подсчитать, что

$$\text{при } \omega \in \Omega(\beta) \quad \varphi_{L_{\omega,\beta}}(t) = \exp\left(-\frac{s}{\nu_{\omega}(s)} - \ln \omega(\nu_{\omega}(s))\right) \Big|_{s=\ln(1/t)}; \quad (3.2)$$

а также (в смысле \mathcal{D}')

$$\frac{d^2}{dt^2} \varphi_{L_{\omega,\beta}}(t) = \frac{\varphi_{L_{\omega,\beta}}(t)}{t} \cdot \frac{1 - \nu_{\omega}(s) + \nu'_{\omega}(s)}{\nu_{\omega}^2(s)} \Big|_{s=\ln(1/t)}$$

т. е. $\varphi_{L_{\omega,\beta}}$ вогнута при условии (1.5)₁ (оно же (1.5)₂).

Предложение 3.1. Пусть $\omega \in \Omega(\beta)$. Тогда пространства Орлича E_{Φ} , L_{Φ} , порожденные функцией $\Phi = \mathbf{Sc}_{\beta}^{-1}[\omega]$, имеют ту же фундаментальную функцию, что и пространства $L_{\omega,\beta}$, $E_{\omega,\beta}$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Доказательство есть тривиальное следствие (3.1)₂, (3.2) и представления (1.13) оператора \mathbf{Sc}_{β}^{-1} . \square

Утверждение 3.2. Пусть $\omega \in \Omega(\beta)$ и выполнено (1.5)₂, а функция φ подсчитана по формуле (3.2). Тогда:

$$\Lambda(\varphi) \hookrightarrow L_{\omega,\beta} \hookrightarrow M\left(\frac{\cdot}{\varphi(\cdot)}\right), \quad \Lambda(\varphi) \hookrightarrow E_{\omega,\beta} \hookrightarrow M^0\left(\frac{\cdot}{\varphi(\cdot)}\right), \quad (3.3)$$

$$\Lambda(\varphi) \hookrightarrow L_{\Phi} \hookrightarrow M\left(\frac{\cdot}{\varphi(\cdot)}\right), \quad \Lambda(\varphi) \hookrightarrow E_{\Phi} \hookrightarrow M^0\left(\frac{\cdot}{\varphi(\cdot)}\right), \quad (3.4)$$

где $\Phi = \mathbf{Sc}_{\beta}^{-1}[\omega]$ (т. е. подсчитана по одной из формул (1.7), (1.8), (1.13)), символы Λ и M обозначают пространства Лоренца и Марцинкевича соответственно, а M^0 есть специальное подпространство в M [12].

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Пространства $E_{\omega,\beta}$, $L_{\omega,\beta}$, E_{Φ} и L_{Φ} имеют, в силу (3.2) и Предложения 3.1, общую фундаментальную функцию φ , вогнутую благодаря (1.5). Следовательно, все они «зажаты» между экстремальными пространствами $\Lambda(\varphi)$ и $M(\frac{\cdot}{\varphi(\cdot)})$ с той

же фундаментальной функцией [12, с. 148, 155, 160, 162]. Вложения (3.3)₂, (3.4)₂ следуют из указанной подчиненности норм и того, что $E_{\omega,\beta}$, E_Φ и M^0 являются замыканиями L_∞ в соответствующих нормах [11, с. 98; 12, с. 157]. \square

Замечание 3.3. Условие (1.5)₂ в Утверждении 3.2 не является существенным ограничением ввиду возможности всегда добиться вогнутости фундаментальной функции [12, с. 164]. \square

Таким образом, соотношения (3.3) и (3.4) дают лишь частичный ответ на вопрос о структуре $E_{\omega,\beta}$, $L_{\omega,\beta}$ и их соотношениях с пространствами Орлича. Более точная информация может быть получена при $\beta = +\infty$ (т. е. «вблизи L_∞ »), а также применением теоремы из [12, с. 161], позволяющей доказывать вложение симметричного пространства E в Λ . Впрочем, при этом все же сохраняется необходимость в дополнительном ограничении $\omega \in \Omega(\beta)$, которое при непосредственном изучении связи между пространствами $E_{\omega,\beta}$, $L_{\omega,\beta}$ и E_Φ , L_Φ (проводимом «в обход» техники фундаментальных функций) будет в некоторых случаях опускаться. Ниже будет приведена итоговая диаграмма отношений (8.1), дополняющая (3.3) и (3.4). Итак, изучим вложения пространств Орлича и $E_{\omega,\beta}$, $L_{\omega,\beta}$ друг в друга:

Утверждение 3.4. Пусть $\omega \in \mathcal{M}_*(\beta)$, $\Phi = \mathbf{In}_\beta[\omega]$. Тогда:

$$L_{\omega,\beta} \hookrightarrow L_\Phi, \quad E_{\omega,\beta} \hookrightarrow E_\Phi,$$

причем

$$\|u\|_{L_\Phi} \leq e \|u\|_{L_{\omega,\beta}}. \quad (3.5)$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Достаточно показать (3.5) для всех $u \in L_{\omega,\beta}$. По определению (см. (1.1)) имеем $\int_\Omega \left(\frac{u}{e \|u\|_{L_{\omega,\beta}}} \right)^p \frac{d\mu}{\omega^p(p)} \leq e^{-p}$, что после операции $\int_\alpha^\beta (\cdot) dp$ дает (3.5). \square

Утверждение 3.5. Пусть $\Phi \in \mathcal{D}(\beta) \cap \bar{\mathcal{N}}$, $\omega = \mathbf{Sc}_\beta[\Phi]$. Тогда:

$$L_\Phi \hookrightarrow L_{\omega,\beta}, \quad E_\Phi \hookrightarrow E_{\omega,\beta},$$

причем

$$\|u\|_{L_{\omega,\beta}} \leq \left(1 + \frac{1 + \mu(\Omega)}{\omega_*(\omega)} \right) \|u\|_{L_\Phi}. \quad (3.6)$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Снова достаточно показать (3.6) для всех $u \in L_\Phi$, причем можно считать $\|u\|_{L_\Phi} = 1$. Поскольку при всех $p \in [\alpha, \beta)$ на Ω имеем $u^p \mathbf{m}_\Phi(p) \leq \Phi(u) + \mathbf{m}_\Phi(p)$, то $\|u\|_{L_p} \leq \omega(p) + (\mu(\Omega))^{1/p}$, что легко дает (3.6). \square

Теперь мы готовы сформулировать *основные результаты статьи*.

Теорема 3.6. Пусть заданы число $\beta \leq +\infty$ и функция $\Phi \in \mathcal{C}(\beta) \cap \overline{\mathcal{N}}$, т. е.

$$\Phi(s) \sim \int_{\alpha}^{\beta} \frac{s^p}{\omega_1^p(p)} dp \text{ с некоторой } \omega_1 \text{ (т. е. } \omega_1 = \mathbf{In}_{\beta}^{-1}[\Phi]), \text{ а также подсчитана } \omega_2 = \mathbf{Sc}_{\beta}[\Phi].$$

Тогда:

- (1) $L_{\omega_1, \beta} \hookrightarrow L_{\Phi} \hookrightarrow L_{\omega_2, \beta}; E_{\omega_1, \beta} \hookrightarrow E_{\Phi} \hookrightarrow E_{\omega_2, \beta};$
- (2) если $\beta = +\infty$, $\Phi \in \mathcal{E}$, то $L_{\omega_2, \infty} = L_{\Phi}; E_{\omega_2, \infty} = E_{\Phi}.$

Теорема 3.7. Пусть заданы число $\beta \leq +\infty$ и функция $\omega \in \Omega(\beta)$; и вычислены $\Phi_1 = \mathbf{Sc}_{\beta}^{-1}[\omega]$ (например, с помощью (1.7), (1.8) или (1.13)) и $\Phi_2 = \mathbf{In}_{\beta}[\omega]$. Тогда:

(1)

$$L_{\Phi_1} \hookrightarrow L_{\omega, \beta} \hookrightarrow L_{\Phi_2}; \quad E_{\Phi_1} \hookrightarrow E_{\omega, \beta} \hookrightarrow E_{\Phi_2}; \quad (3.7)$$

(2) если $\beta = +\infty$, $\omega \in \mathbf{Sc}_{\infty}[\mathcal{E}]$ (т. е. $\Phi_1 \in \mathcal{E}$), то $\Phi_1 \sim \Phi_2 = \mathbf{In}_{\infty}[\omega]$, и

$$L_{\omega, \infty} = L_{\Phi_2}; \quad E_{\omega, \infty} = E_{\Phi_2}. \quad (3.8)$$

Замечание 3.8. Слабым местом в п. (1) Теоремы 3.6 является недостаточная конструктивность операции \mathbf{In}_{β}^{-1} . Однако в [9] были указаны ряд признаков класса $\mathcal{C}(\beta)$ и процедуры восстановления веса в интегральных разложениях его элементов (т. е. конструкция \mathbf{In}_{β}^{-1}).

Замечание 3.9. В связи с тем, что в п. (1) Теоремы 3.7 $\Phi_2 = \mathbf{P}_{\beta}[\Phi_1]$, можно оценить «величину зазора» в (3.7) (т. е. «расстояние» между пространствами L_{Φ_1} , E_{Φ_1} и L_{Φ_2} , E_{Φ_2}) на основе сравнения асимптотики $\mathbf{P}_{\beta}[\Phi]$ и Φ , проведенного в [10]. Ниже (см. Утверждение 6.1) будет показано, что этот зазор меньше того, который получается из общих соображений теории симметричных пространств.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО Теоремы 3.6 легко следует из Утверждений 3.4, 3.5:

- (1) очевидно из того, что $\mathbf{In}_{\beta}[\omega_1] = \Phi \in \mathcal{D}(\beta)$;
- (2) имеем $\Phi \sim \mathbf{In}_{\infty}[\omega_2]$, откуда $L_{\omega_2, \infty} \hookrightarrow L_{\mathbf{In}_{\infty}[\omega_2], \infty} = L_{\Phi} \hookrightarrow L_{\omega_2, \infty}$ и аналогично для $E_{\omega_2, \infty}$. □

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО (Теоремы 3.7).

- (1) Согласно Предложению 1.12, $\Phi_1 \in \mathcal{D}(\beta)$ как образ \mathbf{Sc}_{β}^{-1} , поэтому (3.7) сразу следует из Утверждений 3.4 и 3.5.
- (2) Поскольку $\Phi_2 = \mathbf{P}_{\infty}[\Phi_1] \sim \Phi_1$, соотношения (3.7) превращаются в (3.8). □

§ 4. Дополнительные свойства, связанные с $\mathbf{Sc}_\infty[\mathcal{E}]$

В свойствах (9)–(11) операторов \mathbf{In}_β и \mathbf{Sc}_β , а также в Теореме 3.7 использовался класс $\mathbf{Sc}_\infty[\mathcal{E}]$. С целью его описания докажем следующее утверждение:

Предложение 4.1. Пусть $\Phi \in \mathcal{D}(+\infty) \cap C^1(\mathbb{R}^+)$ имеет неубывающую \mathbf{e}_Φ . Тогда для $\Phi \in \mathcal{E}$ достаточно выполнения соотношения (при всех $v \gg 1$):

$$\ln(v\mathbf{e}'_\Phi(v)) + \frac{1}{2}\mathbf{e}_\Phi\left(\frac{v}{e}\right) \geq \ln \frac{e}{e-2}. \quad (4.1)$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. В силу Утверждения 1.15 из [9] достаточно показать выполнение неравенства

$$\ln(\mathbf{e}_\Phi(u) - \mathbf{e}_\Phi(au)) \geq \ln \Phi(\varepsilon u) - \ln \Phi(au) \quad (4.2)$$

при всех $u \gg 1$ с некоторыми постоянными $0 < \varepsilon < a < 1$. Докажем (4.2) с $\varepsilon = e^{-1}$, $a = 2e^{-1}$. В самом деле, имеем:

$$\begin{aligned} \ln(\mathbf{e}_\Phi(u) - \mathbf{e}_\Phi(au)) &= \ln \frac{1-a}{\theta} + \ln(v\mathbf{e}'_\Phi(v)) \geq -\ln \frac{e}{e-2} + \ln(v\mathbf{e}'_\Phi(v)), \\ \ln \Phi(\varepsilon u) - \ln \Phi(au) &= -\frac{a-\varepsilon}{\theta_1}\mathbf{e}_\Phi\left(\frac{\theta_1}{\theta}v\right) \leq -\frac{1}{2}\mathbf{e}_\Phi(\varepsilon v), \end{aligned}$$

где $\varepsilon \leq \theta_1 \leq a \leq \theta \leq 1$, $v = \theta u$. Теперь (4.2) тривиально следует из (4.1). \square

Предложение 4.2. Пусть $\omega \in \Omega(+\infty)$. Тогда для того, чтобы $\omega \in \mathbf{Sc}_\infty[\mathcal{E}]$, достаточно выполнения при всех $s \gg 1$ неравенства

$$\ln F'_\omega(s) + \frac{1}{2}F_\omega(s-1) \geq \ln \frac{e}{e-2}, \quad (4.3)$$

в котором $F_\omega = \nu_\omega \circ N_\omega^{-1}$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Как указано выше (Предложение 1.12 и далее), из $\omega \in \Omega(+\infty)$ следует существование $\Phi = \mathbf{Sc}_\infty^{-1}[\omega]$, причем $\Phi \in \mathcal{D}(+\infty)$, \mathbf{e}_Φ не убывает и представляется в виде $\mathbf{e}_\Phi(v) = F_\omega(\ln v)$. В силу Предложения 4.1 остается обеспечить неравенство (4.1), которое в данном случае есть то же, что и условие (4.3). \square

Теперь структура $\mathbf{Sc}_\infty[\mathcal{E}]$ становится более ясной, в частности, благодаря возможности предъявить «почти точную верхнюю грань» этого класса — функцию

$$\omega_0(p) = C_1 \exp \left[\frac{2}{e^2} \cdot \frac{C_2 + 2e^{p/2}}{p} \right].$$

У этой функции, как легко подсчитать, $\exp(\nu_\omega(\xi)/2)\nu_\omega(\xi)\nu'_\omega(\xi) = e^2$, откуда видно, что $F_\omega(s) = 2 \ln(e^2 s/2 + C_3)$ доставляет (4.3) «оптимум» (т. е. левая часть (4.3) на $+\infty$ стремится к $2 = \text{const} > \ln \frac{e}{e-2}$, рост F_ω на $+\infty$ далее не может быть снижен). Соответствующая $\Phi_0 = \mathbf{Sc}_\infty^{-1}[\omega_0]$ принадлежит \mathcal{E} и является «почти точной нижней гранью» этого

класса. Как легко видеть, при $C_3 = 0$ получим $\Phi_0(v) = \exp[2 \ln v \cdot (\ln \ln v + (\ln \frac{e^2}{2} - 1))]$ (другая, близкая к Φ_0 , граница Φ_1 класса \mathcal{E} найдена в [9]). Если $\omega \in \Omega(+\infty)$ растет медленнее ω_0 , т. е. $\omega \overset{\varphi}{\prec} \omega_0$, то будем иметь для $\Phi = \mathbf{Sc}_\infty^{-1}[\omega]: \Phi \succ \mathbf{P}_\infty[\Phi] \succ \mathbf{P}_\infty[\Phi_0] \sim \Phi_0 \in \mathcal{E}$, что помещает ω в число «кандидатов в элементы $\mathbf{Sc}_\infty[\mathcal{E}]$ », и остается проверять ограничения (4.1) или (4.3) лишь с «технической стороны» (должная асимптотика уже обеспечена требованием $\omega \overset{\varphi}{\prec} \omega_0$), при этом фактических ограничений становится еще меньше благодаря аргументам Замечания 1.14.

В классе $\mathbf{Sc}_\infty[\mathcal{E}] \subset \mathcal{M}_*(\beta)$ удастся дополнить результаты Утверждения 2.2:

Утверждение 4.3. Пусть

$$\omega_1, \omega_2 \in \mathbf{Sc}_\infty[\mathcal{E}]. \quad (4.4)$$

Тогда:

- (1) $\omega_1 \overset{\varphi}{\prec} \omega_2 \iff E_{\omega_1, \infty} \subset E_{\omega_2, \infty} \iff E_{\omega_1, \infty} \hookrightarrow E_{\omega_2, \infty};$
 (1*) $\omega_1 \overset{\varphi}{\prec} \omega_2 \iff L_{\omega_1, \infty} \subset L_{\omega_2, \infty} \iff L_{\omega_1, \infty} \hookrightarrow L_{\omega_2, \infty};$
 (1**) $\omega_1 \overset{\varphi}{\sim} \omega_2$ эквивалентно каждому из равенств

$$E_{\omega_1, \infty} = E_{\omega_2, \infty}; \quad L_{\omega_1, \infty} = L_{\omega_2, \infty};$$

понимаемых как равенства множеств или как нормированных пространств;

- (2) $\omega_1 \overset{\varphi}{\prec}_* \omega_2$ эквивалентно (2.5) со строгим теоретико-множественным включением;
 (2*) $\omega_1 \overset{\varphi}{\prec}_* \omega_2$ эквивалентно (2.4);
 (3) $\omega_1 \overset{\varphi}{\prec} \omega_2$ влечет вложения

$$E_{\omega_1, \infty} \hookrightarrow L_{\omega_1, \infty} \hookrightarrow E_{\omega_2, \infty}, \quad \text{где первое вложение строгое.} \quad (4.5)$$

Замечание 4.4. Результаты Утверждения 4.3 соотносятся следующим образом с результатами Утверждения 2.2:

- п. (1) Утверждения 4.3 усиливает п. (1) Утверждения 2.2 в условиях (4.4);
- п. (1*) Утверждения 4.3 повторяет п. (3) Утверждения 2.2, но в условиях (4.4) вместо (2.2);
- п. (1**) Утверждения 4.3 дополняет/усиливает пп. (1*), (3*) Утверждения 2.2;
- п. (2) Утверждения 4.3 дважды усиливает п. (4*) Утверждения 2.2 в условиях (4.4) вместо (2.2);
- п. (2*) Утверждения 4.3 повторяет п. (4) Утверждения 2.2, но в условиях (4.4) вместо (2.2);
- п. (3) Утверждения 4.3 (особенно (4.5)₂) дополняет пп. (4), (4*), (4**) Утверждения 2.2;

при этом пп. (1), (1**), (2) Утверждения 4.3 и (4.5)₂, по всей видимости, имеют место не только в классе (4.4), но вопрос об обосновании этого тезиса остается открытым.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО (Утверждения 4.3). По условию, найдутся $\Phi_k \in \mathcal{E} \subset \mathcal{C}(+\infty)$ такие, что $\omega_k = \mathbf{Sc}_\infty[\Phi_k]$, $k = 1, 2$. В силу Теоремы 3.6 будем иметь равенства $L_{\omega_k, \infty} = L_{\Phi_k}$, $E_{\omega_k, \infty} = E_{\Phi_k}$. Кроме того, из [11, с. 130–134] следует, что (для любых $\Phi_{1,2} \in \mathcal{N}$)

$$\Phi_1 \succ \Phi_2 \iff L_{\Phi_1} \subset L_{\Phi_2} \iff L_{\Phi_1} \hookrightarrow L_{\Phi_2},$$

а поскольку $E_\Phi = \text{cl}_{L_\Phi} L_\infty$, то и

$$\Phi_1 \succ \Phi_2 \iff E_{\Phi_1} \subset E_{\Phi_2} \iff E_{\Phi_1} \hookrightarrow E_{\Phi_2},$$

и, очевидно, имеют место аналоги этих соотношений для случая равенств. Теперь доказательство становится тривиальным:

(1, 1*, 1**) очевидно из свойства (9) оператора \mathbf{Sc}_∞ ;

(2, 2*) следуют соответственно из (1), (1*);

(3) поскольку $\mathbf{In}_\infty[\omega_k] = \mathbf{P}_\infty[\Phi_k] \sim \Phi_k$, то в силу свойства (8) оператора \mathbf{In}_β получаем $\Phi_1 \succ \Phi_2$, откуда в силу [11, с. 135] имеем вложения $E_{\Phi_1} \hookrightarrow L_{\Phi_1} \hookrightarrow E_{\Phi_2}$, из которых первое — строгое ([11, с. 100], так как Φ_1 не удовлетворяет Δ_2 -условию). Но это и есть (4.5). \square

§ 5. О случае $\omega \stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}$

Непосредственный подсчет показывает, что при всех $\beta \in (1, +\infty]$, $\omega \in \mathcal{M}_*(\beta)$ справедливы неравенства

$$\|u\|_{L_\beta} \leq \|u\|_{L_{\omega, \beta}} \overline{\lim}_{p \rightarrow \beta} \omega(p); \quad \|u\|_{L_{\omega, \beta}} \leq \|u\|_{L_\beta} \sup_{p \in [1, \beta)} \frac{(\mu(\Omega))^{\frac{\beta-p}{\beta p}}}{\omega(p)},$$

из которых следует совпадение

$$L_{\omega, \beta} = E_{\omega, \beta} = L_\beta \text{ при всех } \omega \stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}. \quad (5.1)$$

Таким образом, этот случай тривиален и не требует анализа с помощью Теорем 3.6 и 3.7, хотя и естественно попытаться протестировать эти теоремы на указанном случае. Как мы покажем далее, в случае $\omega \stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}$ наша конструкция (Теоремы 3.6, 3.7 и сопутствующие утверждения) работает с трудом (при $\beta = +\infty$) или вовсе неудовлетворительно (при $\beta < +\infty$), что, впрочем, будет объяснено спецификой этого случая и «не бросает тени» на работоспособность нашего построения при $\omega \stackrel{\mathcal{L}}{\not\sim} \text{const}$. Прежде всего отметим, что $\omega \stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}$ не попадают в класс $\Omega(\beta)$ и потому Теорема 3.7 в ее нынешней формулировке неприменима, также как и Утверждение 3.2.

1) Случай $\beta = +\infty$ — тогда нужный результат (5.1) получается «косвенно» из Теоремы 3.6 с привлечением дополнительных соображений. В самом деле, выберем $\Phi \in \mathcal{E} \subset \mathcal{C}(+\infty)$ такую, что $\Phi \in \overline{\mathcal{N}} \setminus \mathcal{N}$ (т. е. $L_\Phi = E_\Phi = L_\infty$). Например, можно взять $\Phi(v) = \frac{1}{\ln A - \ln v}$, $A = \text{const} > 1$. Легко видеть, что $\Phi = \mathbf{In}_\infty[\omega_1]$ с $\omega_1 \equiv A$. Кроме того, в силу п. (8) из [9, Предложение 1.12] имеем $\omega_2 = \mathbf{Sc}_\infty[\Phi] \stackrel{\sim}{\sim} \text{const}$, т. е. $\omega_1 \stackrel{\sim}{\sim} \omega_2$, что по свойству (2) оператора \mathbf{In}_β дает $\Phi \in \mathcal{E}$. Теперь (5.1) следует из п. (2) Теоремы 3.6 и п. (1*) Утверждения 2.2. Также (5.1) может быть получена с помощью пространств Λ и M : характеристическая функция пространств $L_{\omega_1, \infty}$, $E_{\omega_1, \infty}$ легко находится из (3.1): $\varphi_{L_{\omega_1, \infty}} \equiv 1$ на $[0, 1]$, поэтому $L_\infty = \Lambda(1) \hookrightarrow E_{\omega_1, \infty} \hookrightarrow L_{\omega_1, \infty} \hookrightarrow M(\psi) = L_\infty$, где $\psi(s) = s$, и снова п. (1*) Утверждения 2.2 дает (5.1).

2) Случай $\beta < +\infty$ — тогда Теорема 3.6 дает неудовлетворительный результат

$$(E_{\omega, \beta}, L_{\omega, \beta}) \hookrightarrow E_\Phi = L_\Phi \hookrightarrow (E_{\omega_2, \beta}, L_{\omega_2, \beta})$$

с $\Phi = \mathbf{In}_\beta[\omega]$, $\omega_2 = \mathbf{Sc}_\beta[\Phi]$, т. е. $\Phi(s) \sim \frac{s^\beta}{\ln s}$; $\omega_2(p) \stackrel{\sim}{\sim} \left(\frac{1}{\beta - p}\right)^{1/\beta}$, т. е. даже нет двусторонней оценки для $E_{\omega, \beta}$, $L_{\omega, \beta}$. Однако после соответствующей поправки можно применить обобщение Теоремы 3.7.

Определение 5.1. Класс $\overline{\mathcal{D}}(\beta)$ определяется так же, как и $\mathcal{D}(\beta)$, с тем отличием, что требование $f(s) \ll s^\beta$ заменяется на $f(s) \prec s^\beta$ (т. е. $f(s) \leq C s^\beta$). \square

При $\beta < +\infty$ класс $\overline{\mathcal{D}}(\beta)$ шире $\mathcal{D}(\beta)$ — в частности, он содержит функцию $\Phi_0(s) = s^\beta$. В этом классе теряют силу пп. 2,6,7 (а возможно, и п. 5) из [9, Предложение 1.12], в частности, становится возможным отношение $\mathbf{Sc}_\beta[\Phi] \stackrel{\sim}{\sim} \text{const}$, а именно при $\Phi = \Phi_0$. В то же время, легко видеть, что Утверждение 3.5 допускает обобщение на случай $\Phi \in \overline{\mathcal{D}}(\beta)$. Следовательно, в силу п. (1*) Утверждения 2.2 окончательно получаем

$$L_\beta = L_{\Phi_0} \hookrightarrow L_{\mathbf{Sc}_\beta[\Phi_0], \beta} = L_{\omega, \beta}, \quad L_\beta = E_{\Phi_0} \hookrightarrow E_{\mathbf{Sc}_\beta[\Phi_0], \beta} = E_{\omega, \beta},$$

т. е. приходим к следующему обобщению Теоремы 3.7:

$$L_\beta \hookrightarrow (E_{\omega, \beta}, L_{\omega, \beta}) \hookrightarrow E_{\Phi_2} = L_{\Phi_2}, \quad \text{где} \quad \Phi_2(s) = \frac{s^\beta}{\ln s}. \quad (5.2)$$

Отметим также, что из (3.1) следует

$$\varphi_{L_{1, \beta}}(t) = \varphi_{L_{\Phi_3}}(t) = \varphi(t) \equiv \begin{cases} t^{1/\beta}, & t < 1, \\ t^{1/\alpha}, & t \geq 1, \end{cases}$$

где $\Phi_3(v) = \begin{cases} v^\alpha, & v \leq 1, \\ v^\beta, & v > 1, \end{cases}$ т. е. $\Phi_3 \sim \Phi_0$, $E_{\Phi_3} = L_{\Phi_3} = L_\beta$. Функция φ вогнута, так что

$$\Lambda(\varphi) \hookrightarrow \left(L_{1, \beta} = L_{\omega, \beta}, E_{1, \beta} = E_{\omega, \beta}, L_\beta \right) \hookrightarrow M\left(\frac{\cdot}{\varphi(\cdot)}\right). \quad (5.3)$$

Вложения (5.2), (5.3) — это предел возможностей нашего построения при $\beta < +\infty$, который так и не приводит к (5.1). Это объясняется тем, что наши рассуждения в Теоремах 3.6 и 3.7 схематически представляются в виде

$$\int \left(\sup_p g(p, x) \right) d\mu(x) \leq C_1 \implies \sup_p \int g(p, x) d\mu(x) \leq C_1 \iff \forall p \quad \int g(p, x) d\mu(x) \leq C_1$$

$$[\implies] \int \left(\int g(p, x) d\mu(x) \right) dp \leq C_2 \iff \int \left(\int g(p, x) dp \right) d\mu(x) \leq C_2, \quad (5.4)$$

где $[\implies]$ означает следствие с поправкой g (при $\beta = +\infty$), оставляющей g «в том же классе эквивалентности»; при этом, вообще говоря, обратные следствия « \iff » в (5.4) не имеют места. Поскольку в наших рассуждениях $g(p, x) = u^p(x)\omega^{-p}(p)$, то (5.4) записывается в виде

$$u \in L_{\Phi_1} \implies u \in L_{\omega, \beta} \implies u \in L_{\Phi_2}, \quad \text{но не «}\iff\text{»}, \quad (5.5)$$

где $\Phi_2 = \mathbf{In}_\beta[\omega]$, а $\Phi_1(u) = \sup_p \frac{u^p}{\omega^p(p)}$ может в случае $\omega \in \Omega(\beta)$ (когда $(\ln \omega + \mathbf{e}_\omega)$ монотонна) быть вычислена по формуле (1.13), т. е. $\Phi_1 = \mathbf{Sc}_\beta^{-1}[\omega]$ (это дает Теорему 3.7; в частности, при $\omega \in \mathbf{Sc}_\infty[\mathcal{E}]$ получится $\Phi_1 \sim \Phi_2$, т. е. (5.4) и (5.5) все-таки превращаются в эквивалентности), а в случае $\omega \stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}$ получится $\Phi_1(u) = u^\beta$, т. е. (5.5) дает (5.1) при $\beta = +\infty$ и (5.2) при $\beta < +\infty$, что мы строго показали выше. Неточность же (5.2) объясняется тем, что случай $\omega \stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}$, когда $L_{\omega, \beta} = L_\beta$, непосредственно анализируется с помощью $\lim_{p \rightarrow \beta}$. Попытка применить эту операцию вместо $\int dp$ в (5.4) приводит (с использованием теоремы Фату) к другой форме части (5.4):

$$\forall p \quad \int g(p, x) d\mu(x) \leq C_1 \iff \overline{\lim}_{p \rightarrow \beta} \int g(p, x) d\mu(x) \leq C_2 \implies$$

$$\implies \int \left(\lim_{p \rightarrow \beta} g(p, x) \right) d\mu(x) \leq C_2 \quad (5.6)$$

(« \iff » снова неверно) при условии, что определена $\Phi_3(u) = \lim_{p \rightarrow \beta} \frac{u^p}{\omega^p(p)}$. Учитывая вид $g(p, x)$, запишем измененную форму (5.4) в виде

$$u \in L_{\Phi_1} \implies u \in L_{\omega, \beta} \implies u \in L_{\Phi_3}, \quad \text{но не «}\iff\text{»}.$$

Это и есть идея доказательства (5.1) при всех $\beta \leq +\infty$, поскольку при $\omega \stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}$ получится $\Phi_1(s) = \Phi_3(s) = s^\beta$. Однако при $\omega \not\stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}$ имеем $\Phi_3 \equiv 0$, т. е. замена нашей общей схемы (5.4) на (5.6) ничего не дает, и общая конструкция не допускает улучшений. В случае же $\omega \stackrel{\mathcal{L}}{\sim} \text{const}$, действительно, путь (5.6) точнее (и при $\beta < +\infty$ дает лучшие результаты), но этот случай тривиален и допускает непосредственное решение (5.1), никакой теории здесь не требуется, а наша конструкция для этого не предназначена.

§ 6. Об оптимальности Теорем 3.6 и 3.7.

Покажем, что Теоремы 3.6 и 3.7 (не считая случая $\beta = +\infty$, когда любой путь приводит к (3.8)) дают более точный результат, чем общие соображения теории симметричных пространств, основанные на анализе фундаментальных функций пространств $E_{\omega,\beta}$ и $L_{\omega,\beta}$. Из этого анализа следуют лишь [12, с. 160, 162] вложения (3.3), (3.4), а также

$$\left((E_{\Phi_1}, L_{\Phi_1}, E_{\omega_1,\beta}, L_{\omega_1,\beta}) \hookrightarrow M\left(\frac{\cdot}{\psi_1(\cdot)}\right) \right) \hookrightarrow \left(\Lambda(\psi_2) \hookrightarrow (E_{\Phi_2}, L_{\Phi_2}, E_{\omega_2,\beta}, L_{\omega_2,\beta}) \right), \quad (6.1)$$

где $\omega_k = \mathbf{Sc}_\beta[\Phi_k]$, а $\psi_k(t) = \frac{1}{\Phi_k^{-1}(1/t)}$ — фундаментальные функции пространств, стоящих соответственно в левой и правой паре блоков в (6.1), связанные между собой отношением [12, с. 134, 75, 161]:

$$M_{\psi_1}\left(\frac{1}{\cdot}\right) \in \Lambda(\psi_2), \quad \text{где } M_{\psi_1}(\tau) = \sup_{0 < \tau s \leq \mu(\Omega)} \frac{\psi_1(\tau s)}{\psi_1(s)}. \quad (6.2)$$

Из наших же Теорем 3.6 и 3.7 следуют вложения

$$\begin{aligned} & \left[(E_{\Phi_1} \hookrightarrow E_{\omega_1,\beta}), (L_{\Phi_1} \hookrightarrow L_{\omega_1,\beta}) \right] \hookrightarrow \\ & \hookrightarrow M\left[\frac{\cdot}{\psi_1(\cdot)}\right] \hookrightarrow \Lambda(\psi_3) \hookrightarrow \left[(E_{\Phi_3} \hookrightarrow E_{\omega_3,\beta}), (L_{\Phi_3} \hookrightarrow L_{\omega_3,\beta}) \right] \end{aligned}$$

с $\Phi_3 = \mathbf{P}_\beta[\Phi_1]$, $\omega_3 = \mathbf{Sc}_\beta[\Phi_3]$, $\psi_3(t) = \frac{1}{\Phi_3^{-1}(1/t)}$. Таким образом, последние вложения точнее чем (6.1), при условии, что Φ_3 растет быстрее Φ_2 , что и показано в следующем утверждении (по крайней мере, для достаточно богатого класса функций Φ_1 , «плотно распределенного» на шкале симметричных пространств):

Утверждение 6.1. Пусть $\Phi_1 \in \mathcal{D}(\beta) \cap C^1(\mathbb{R}^+)$ ($c \beta \in (1, +\infty)$) удовлетворяет условиям Утверждения 4.2 из [10], а именно $\Phi_1(s) = s^\beta \Psi_2(s)$, где

$$\mathbf{e}_{\Psi_2}(s) \nearrow -0, \quad \frac{d}{ds} \left(-\frac{1}{\mathbf{e}_{\Psi_2}(s)} \right) \geq \frac{\varepsilon}{s}; \quad \mu_{\Psi_2}(s) \nearrow \text{ при } s \rightarrow +\infty; \quad (6.3)$$

и, кроме того, функция $\Psi(\xi) = \xi^{-1/\beta} \Phi_1^{-1}(\xi)$ удовлетворяет оценке

$$\mathbf{e}_\Psi(\xi) \xi^{\varepsilon_0} \rightarrow +\infty \text{ при } \xi \rightarrow +\infty \text{ с некоторой } \varepsilon_0 > 0. \quad (6.4)$$

Тогда функция $\Phi_3 = \mathbf{P}_\beta[\Phi_1]$ растет на $+\infty$ быстрее любой функции Φ_2 (удовлетворяющей (6.2)) в том смысле, что

$$\int_0^{+\infty} \frac{\Phi_1^{-1}(\Phi_2(s))}{s^2} ds < +\infty = \int_0^{+\infty} \frac{\Phi_1^{-1}(\Phi_3(s))}{s^2} ds. \quad (6.5)$$

Замечание 6.2. Условие $\Phi_1 \in \mathcal{D}(\beta)$ означает, что $\Psi_2, \frac{1}{\Psi} \in \mathcal{D}(0)$, так что (6.3) и (6.4) не являются существенными ограничениями: первое означает «регулярный» рост $\Phi_1(s)$ на $+\infty$ не медленнее чем $s^\beta \ln^{-\gamma} s$ (с $\gamma > 0$), а второе необременительно в силу того, что $e_\Psi(s)$ убывает как $1/\ln s$. Существование $\mathbf{P}_\beta[\Phi_1]$ следует из $\Phi_1 \in \mathcal{D}(\beta)$ и свойства (5) оператора \mathbf{P}_β .

Лемма 6.3. Пусть задана возрастающая функция $\Phi \in \mathcal{D}(\beta) \cap C^1(\mathbb{R}^+)$ ($\beta \in [1, +\infty)$) такая, что функция Ψ в представлении $\Phi^{-1}(\xi) = \xi^{1/\beta} \Psi(\xi)$ обладает следующими свойствами:

- (1) $\Psi \circ \exp$ удовлетворяет Δ_2 -условию, т. е. [11, с. 37] $e_{\Psi \circ \exp} \leq C$;
- (2) выполнено (6.4).

Тогда $J := \int_0^{+\infty} \frac{\Phi^{-1}\{(\beta - e_\Phi(s))\Phi(s)\}}{s^2} ds = +\infty$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Из $\Phi \in \mathcal{D}(\beta)$ следует $\Psi \rightarrow +\infty$ на $+\infty$; из (6.4) вытекают $e_\Psi > 0$ и монотонное возрастание Ψ на $+\infty$; Δ_2 -условие для $\Psi \circ \exp$ переписывается в виде оценок $e_\Psi(\xi) \leq C/\ln \xi$, $\Psi(\xi^{1-\varepsilon_0}) \geq C_1 \Psi(\xi)$, откуда, в частности, с помощью представления

$$\frac{1}{\beta} + e_\Psi(\xi) = e_{\Phi^{-1}}(\xi) = \frac{1}{e_\Phi(\Phi^{-1}(\xi))},$$

можно заключить, что $e_\Phi \rightarrow \beta$ на $+\infty$. Делая замену $\Phi(s) = \xi$ и замечая, что

$$\begin{aligned} \beta - e_\Phi(s) &= \frac{\beta^2 e_\Psi(\xi)}{\beta e_\Psi(\xi) + 1} \geq \frac{\beta^2}{2} e_\Psi(\xi); & \Psi\left(\frac{\beta^2}{2} \xi e_\Psi(\xi)\right) &\geq \Psi(\xi^{1-\varepsilon_0}) \geq C_1 \Psi(\xi); \\ & \int_0^{+\infty} \frac{e_\Psi^{1/\beta}(\xi)}{\xi} d\xi \geq \int_0^{+\infty} \frac{e_\Psi(\xi)}{\xi} d\xi = \ln \Psi(+\infty) = +\infty; \end{aligned}$$

легко получаем

$$\begin{aligned} J &\geq \int_0^{+\infty} \Phi^{-1}\left(\frac{\beta^2}{2} \xi e_\Psi(\xi)\right) \frac{d\xi}{\xi \Phi^{-1}(\xi) e_\Phi(\Phi^{-1}(\xi))} = \\ &= \int_0^{+\infty} \left(\frac{\beta^2}{2}\right)^{1/\beta} \frac{\Psi(\frac{\beta^2}{2} \xi e_\Psi(\xi))}{\Psi(\xi) e_\Phi(\Phi^{-1}(\xi))} \cdot \frac{e_\Psi^{1/\beta}(\xi)}{\xi} d\xi = +\infty. \quad \square \end{aligned}$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО (Утверждения 6.1). По условию (6.2) конечен интеграл

$$\int_0^{\mu(\Omega)} M_{\psi_1}\left(\frac{1}{t}\right) d\nu_{1/2}(t),$$

т. е.

$$F \equiv M_{\psi_1} \circ \Phi_2 \text{ удовлетворяет } \int_0^{+\infty} \frac{F(\eta)}{\eta^2} d\eta < +\infty, \quad (6.6)$$

причем по определению F имеем

$$F(\Phi_2^{-1}(\tau)) \geq \frac{\psi_1(\tau s)}{\psi_1(s)} \quad \text{при } \tau \gg 1, \quad \tau s \in (0, \mu(\Omega)),$$

что легко переписать в виде:

$$\Phi_2(F^{-1}(\lambda)) \leq \frac{\Phi_1(\lambda\eta)}{\Phi_1(\eta)} \quad \text{при } \lambda \gg 1, \quad \eta > \varepsilon = \Phi_1^{-1}\left(\frac{1}{\mu(\Omega)}\right). \quad (6.7)$$

В силу возрастания функции $\mathbf{e}_{\Phi_1} = \beta + \mathbf{e}_{\Psi_2}$ величина $\Phi_1(\lambda\eta)/\Phi_1(\eta)$ возрастает по η при $\lambda \geq 1$, так что (6.7) принимает вид $\Phi_2(F^{-1}(\lambda)) \leq \Phi_1(\varepsilon\lambda)/\Phi_1(\varepsilon)$ при $\lambda \gg 1$, т.е. $\Phi_1(\varepsilon_1\Phi_2(s)) \leq \varepsilon F(s)$, $\varepsilon_1 = \Phi_1(\varepsilon)$, $s \gg 1$, что в силу (6.6) дает (6.5)₁ с точностью до замены $\Phi_2 := \varepsilon_1\Phi_2$, не меняющей пространства L_{Φ_2} . С другой стороны, в силу Утверждения 4.2 из [10], $(\beta - \mathbf{e}_{\Phi_1}(s))\Phi_1(s) \leq \Phi_3(Cs)$ при $s \gg 1$, и для обоснования (6.5)₂ остается показать, что Φ_1 удовлетворяет условиям Леммы 6.3. Нетривиально только Δ_2 -условие для $\Psi \circ \text{охр}$. Но его легко проверить (в форме эквивалентной, как указано в доказательстве леммы, оценки $\mathbf{e}_{\Psi}(\xi) \leq C/\ln \xi$), исходя из заданной в условии (6.3)₂ оценки $-\frac{1}{\mathbf{e}_{\Psi_2}(s)} \geq \varepsilon \ln s + C$, очевидного неравенства $\ln \Phi^{-1}(s) \geq \frac{\ln s}{\beta}$ и тождества $\frac{1}{\beta} + \mathbf{e}_{\Psi}(\xi) = \frac{1}{\beta + \mathbf{e}_{\Psi_2}(\Phi^{-1}(\xi))}$. \square

§ 7. Дополнительные уточнения

7.1. Об «асимптотическом» описании пространств Орлича. В некоторых случаях удобно изучать пространства Орлича L_M в терминах следующей характеристики порождающей их функции M :

$$\zeta_M := \ln \mathbf{S}\mathbf{c}_{\beta}[M], \quad \text{т.е.} \quad \zeta_M(p) = -\frac{\ln \mathbf{m}_M(p)}{p}. \quad (7.1)$$

Отметим следующие очевидные свойства этой величины:

- (1) Для всех $M \in \mathcal{D}(\beta)$ функция ζ_M определена и конечна на $[\alpha, \beta)$; не убывает; она неограничена при $p \rightarrow \beta$ в том и только том случае, когда M всюду конечна (перезапись свойства (3) оператора $\mathbf{S}\mathbf{c}_{\beta}$).
- (2) Для всех $M \in \mathcal{D}(\beta)$ верно (в смысле \mathcal{D}') $\frac{d\zeta_M(p)}{dp} = \frac{\ln M(\mu_M(p))}{p^2}$ (перезапись (1.6)₃).
- (3) Если $\omega \in \Omega(\beta)$, то существует (единственное в классе $\mathcal{D}(\beta) \cap C^1(\mathbb{R}^+)$) решение $M \in \mathcal{D}(\beta) \cap \mathcal{N}$ уравнения $\zeta_M = \ln \omega$, которое может быть вычислено с помощью (1.8) или (1.13) (перезапись Предложения 1.12 и Замечания 1.14).
- (4) Если $M_1 \prec M_2$, то $\zeta_{M_1} \geq \zeta_{M_2} + \text{const}$, причем в классе $M_k \in \mathcal{E}$ верно и обратное (перезапись свойств (4), (9) оператора $\mathbf{S}\mathbf{c}_{\beta}$).
- (5) Если $\zeta_{M_1} = \zeta_{M_2} + \ln C$, где $C = \text{const} \in \mathbb{R}^+$; $\exp(\zeta_{M_k}) \in \Omega(\beta)$, то $M_2(v) = M_1(Cv)$ (очевидное следствие из (1.13)).

Таким образом, величины M и ζ_M связаны взаимно однозначным соответствием, и при этом их асимптотики взаимозависимы, а именно:

- (1) Более быстрой асимптотике $\zeta_M(p)$ при $p \rightarrow \beta$ соответствует более медленная асимптотика $M(s)$ при $s \rightarrow +\infty$, и наоборот;
- (2) Изменение ζ_M в пределах аддитивной постоянной соответствует изменению M в пределах класса функций Юнга.

Связь асимптотик M и ζ_M можно проиллюстрировать следующими примерами:

Пример 7.1. При $\beta < +\infty$ удобно представить M в виде $M(s) = s^\beta \exp(-\varkappa(\ln s))$, где $\varkappa \rightarrow +\infty$ на $+\infty$. Пусть \varkappa вогнута. Тогда нетрудно подсчитать, что

$$\zeta_M(p) = \frac{1}{p} \cdot \varkappa(z) \left(1 - e_{\varkappa}(z) \right) \Big|_{z=\varkappa'^{-1}(\beta-p)}.$$

В частности, при $\varkappa(z) = \alpha \ln z$, $\alpha > 0$, получаем, что функция $M(s) = s^\beta \ln^{-\alpha} s$ имеет $\zeta_M(p) = \frac{\alpha}{p} \cdot \left(\ln \frac{\alpha}{\beta-p} - 1 \right)$.

Пример 7.2. При $\beta = +\infty$ удобно представить M в виде $M(s) = \exp(\varkappa(\ln s))$, где \varkappa растет на $+\infty$ быстрее линейных функций. Пусть \varkappa не убывает. Тогда нетрудно подсчитать, что

$$\zeta_M(p) = z \left(1 - \frac{1}{e_{\varkappa}(z)} \right) \Big|_{z=\varkappa'^{-1}(p)}.$$

В частности, это дает следующие примеры:

- а) $\varkappa(z) = \frac{z^{\alpha+1}}{\alpha+1}$, $\alpha > 0$. $M(s) = \exp\left(\frac{\ln^{\alpha+1} s}{\alpha+1}\right)$; $\zeta_M(p) = \frac{\alpha}{\alpha+1} p^{1/\alpha}$.
- б) $\varkappa(z) = \beta e^{\alpha z}$, $\alpha, \beta > 0$. $M(s) = \exp(\beta s^\alpha)$; $\zeta_M(p) = \frac{1}{\alpha} \left(\ln \frac{p}{\alpha\beta} - 1 \right)$.
- в) $\varkappa(z) = \text{Ei}(e^z)$. $M(s) = \exp(\text{Ei}(s))$; $\zeta_M(p) = \ln \ln p - \frac{\text{Ei}(\ln p)}{p}$ — второе слагаемое несущественно в силу асимптотики $\text{Ei}(\xi)e^{-\xi} \rightarrow 0$ при $\xi \rightarrow +\infty$.
- г) $\varkappa(z) = -\ln(\alpha - z)$, $z < \alpha$, $\alpha \in \mathbb{R}$. $M(s) = (\alpha - \ln s)^{-1}$; $\zeta_M(p) = \alpha - \frac{\ln p + 1}{p}$. \square

7.2. О классах $\mathcal{C}(\beta)$. В настоящей работе мы имели дело с классом $\mathcal{C}(\beta)$, который был определен выше недостаточно строго. Дадим здесь его четкое определение.

Определение 7.3.

$$\mathcal{A}(\alpha, \beta) = \left\{ u : \mathbb{R}^+ \rightarrow \overline{\mathbb{R}^+} \mid u(s) = \int_{\alpha}^{\beta} \chi(p) s^p dp; \chi \in L_1(\alpha, \beta), \beta \in \text{supp} \chi, \chi \geq 0 \right\}. \quad (7.2)$$

Определение 7.4. $\mathcal{C}(\beta) = \{ v \mid v(1) < +\infty; \exists u \in \mathcal{A}(\alpha, \beta) : v \sim u \}$. \square

Свойства этих классов подробно изучались в [9]. В частности, было показано, что:

- (1) Элементы $\mathcal{A}(\alpha, \beta)$ — аналитические функции класса $\mathcal{D}(\beta) \cap \overline{\mathcal{N}}$.
- (2) Выбор $\alpha < \beta$ в Определении 7.4 не играет роли, чем оправдано обозначение $\mathcal{C}(\beta)$.
- (3) $\mathcal{C}(\beta) \subset \mathcal{D}(\beta)$.

Таким образом, $\mathcal{C}(\beta) \cap \overline{\mathcal{N}}$ есть класс таких обобщенных N-функций, что порождаемые ими пространства Орлича могут быть заданы также аналитическими функциями вида (7.2). В [9] было показано, что в $\mathcal{C}(\beta)$ входят «почти все» элементы $\mathcal{D}(\beta)$ за исключением явных «патологий», не представляющих прикладного интереса, и узких подклассов. При этом вес χ в представлении (7.2) для искомого элемента $N \in \mathcal{A}(\alpha, \beta)$, эквивалентного заданной функции $M \in \mathcal{C}(\beta)$, может быть восстановлен в терминах асимптотики M на $+\infty$. Впрочем, зачастую восстановление χ не представляет интереса, а нужны лишь признаки принадлежности классу $\mathcal{C}(\beta)$.

§ 8. Сводка основных результатов

Некоторые из полученных результатов (Утверждения 3.2, 3.4, 3.5, 6.1 и Теоремы 3.6, 3.7) можно представить (схематически и не полностью, точные формулировки см. в указанных утверждениях) в виде следующей диаграммы вложений:

$$\begin{array}{cccccccc}
 \Lambda(\psi_1) & \hookrightarrow & E_{\Phi_1} & \hookrightarrow & E_{\omega_1, \beta} & \hookrightarrow & E_{\Phi_2} & \hookrightarrow & E_{\omega_2, \beta} & \dots \\
 \parallel & & \downarrow & & \downarrow & & \downarrow & & \downarrow & \\
 \Lambda(\psi_1) & \hookrightarrow & L_{\Phi_1} & \hookrightarrow & L_{\omega_1, \beta} & \hookrightarrow & L_{\Phi_2} & \hookrightarrow & L_{\omega_2, \beta} & \dots
 \end{array} \tag{8.1}$$

или

$$\dots \hookrightarrow E_{\omega_1, \beta} \hookrightarrow L_{\omega_1, \beta} \hookrightarrow M\left(\frac{\cdot}{\psi_1(\cdot)}\right) \hookrightarrow \Lambda(\psi_3) \hookrightarrow E_{\Phi_3} \hookrightarrow \dots$$

Здесь $\Phi_{1,3} \in \mathcal{D}(\beta)$; $\Phi_2 = \mathbf{In}_\beta[\omega_1] = \mathbf{P}_\beta[\Phi_1]$; $\omega_k = \mathbf{Sc}_\beta[\Phi_k]$, $k = 1, 2, 3$; $\psi_{1,3}$ связаны с $\Phi_{1,3}$ и $\omega_{1,3}$ по формулам (3.1), (3.2). В нижней цепочке переход от M к Λ получен из общих соображений теории симметричных пространств, что приводит к худшему результату Φ_3 , ω_3 и т. д., чем Φ_2 , ω_2 и т. д. Вблизи L_∞ ($\beta = +\infty$, $\Phi_1 \in \mathcal{E}$) все цепочки превращаются в равенства. Случай, когда все пространства E, L в точности равны L_β , $\beta \leq +\infty$, из схемы (8.1) не получается, но легко анализируется непосредственно из Определения 1.2 и не дискредитирует эту схему в целом (как обосновано в § 5). Дополнительные отношения между пространствами $E_{\omega, \beta}$, $L_{\omega, \beta}$ при разных ω указаны в Утверждениях 2.2 и 4.3. Об оптимальности описанных результатов см. Замечание 3.9 и § 6.

Приложение: список основных терминов и обозначений

\hookrightarrow — непрерывное вложение нормированных пространств.

$\lambda, \kappa, \tilde{\kappa}, \kappa_*$ — см. начало § 1.

$\lambda^\infty, \tilde{\lambda}^\infty, \kappa^\infty, \kappa_*^\infty$ — см. Определение 1.8.

ζ_M — см. (7.1).

μ_Φ — см. Определение 1.6.

ν_ω — см. Определение 1.9.

$\Omega(\beta)$ — см. Определение 1.10.

$\Omega_\sigma(\beta)$ — см. Определение 1.15.

$\mathcal{A}(\alpha, \beta)$ — см. Определение 7.3.

$\mathcal{C}(\beta)$ — см. (1.2) и Определение 7.4.

$\mathcal{D}(\beta)$ — см. Определение 1.5.

$\overline{\mathcal{D}}(\beta)$ — см. Определение 5.1.

\mathcal{E} — см. (1.3).

$E_{\omega, \beta}$ — см. Определение 1.2.

\mathbf{e}_ω — см. Определение 1.9.

$\text{Ei}(z) = \int_{-\infty}^z \frac{e^u}{u} du$ (в смысле главного значения).

F_ω — см. Предложение 4.2.

\mathbf{In}_β — см. Определение 1.3.

$L_{\omega, \beta}$ — см. Определение 1.2.

$\mathcal{M}_*(\beta)$ — см. Определение 1.1.

\mathcal{M}_σ — см. (1.14).

\mathbf{m}_Φ — см. Определение 1.6.

$\mathcal{N}, \overline{\mathcal{N}}$ — см. начало § 1.

N_ω — см. Определение 1.9.

\mathbf{P}_β — см. Определение 1.7.

$\overline{\mathbb{R}^+}$ — см. Определение 1.4.

\mathbf{Sc}_β — см. Определение 1.6.

Обобщенная N-функция — см. начало § 1.

Растет (убывает) медленнее (быстрее) — см. Определение 1.4.

Литература

- [1] В. А. Вайгант, А. В. Кажихов, О существовании глобальных решений двумерных уравнений Навье–Стокса сжимаемой вязкой жидкости, Сиб. мат. журнал, **36**, № 6 (1995), 1283–1316.
- [2] A. V. Kazhikhov, V. V. Shelukhin, The verification compactness method, Актуальные проблемы современной математики, Т. 2, Новосибирск, Новосиб. гос. университет, 1996, 51–60.

- [3] В. И. Юдович, Двумерная нестационарная задача о протекании идеальной несжимаемой жидкости сквозь заданную область, *Мат. Сб.*, **64 (106)**, № 4 (1964), 562–588.
- [4] V. I. Yudovich, Uniqueness theorem for the basic nonstationary problem in the dynamics of an ideal incompressible fluid, *Mathematical Research Letters*, V. 2, 1995, 27–38.
- [5] В. И. Юдович, О некоторых оценках, связанных с интегральными операторами и решениями эллиптических уравнений, *ДАН СССР*, **138**, № 4 (1961), 805–808.
- [6] С. И. Похожаев, О теореме вложения С. Л. Соболева в случае $lp = n$, Докл. науч.-техн. конф. МЭИ, М., 1965, 158–170.
- [7] И. Б. Симоненко, Интерполяция и экстраполяция линейных операторов в пространствах Орлича, *Мат. Сб.*, **63 (105)**, № 4 (1964), 536–553.
- [8] А. Е. Мамонтов, Экстраполяция линейных операторов из L_p в пространства Орлича, порожденные быстро или медленно растущими N-функциями, *Актуальные проблемы современной математики*, Т. 2, Новосибирск, Новосиб. гос. университет, 1996, 95–103.
- [9] А. Е. Мамонтов, Интегральные представления и преобразования N-функций I, *Сиб. мат. журнал*, **47**, № 1 (2006), 123–145.
- [10] А. Е. Мамонтов, Интегральные представления и преобразования N-функций II, *Сиб. мат. журнал*, **47**, № 4 (2006), 811–830.
- [11] М. А. Красносельский, Я. Б. Рунцицкий, Выпуклые функции и пространства Орлича, М., Гос. изд. физ.-мат. лит., 1958.
- [12] С. Г. Крейн, Ю. И. Петунин, Е. М. Семенов, Интерполяция линейных операторов, М., Наука, 1978.