

**УРАВНЕНИЯ
В ЧАСТНЫХ ПРОИЗВОДНЫХ**

УДК 517.95

**ФОРМУЛЫ ДЛЯ ВЫЧИСЛЕНИЯ ФУНКЦИИ ЛАУРИЧЕЛЛЫ
В СИТУАЦИИ КРОУДИНГА ПЕРЕМЕННЫХ¹⁾**

© 2022 г. С. И. Безродных^{1, *}

¹ 119333 Москва, ул. Вавилова, 40, ФИЦ ИУ РАН, Россия

*e-mail: sbezrodnykh@mail.ru

Поступила в редакцию 20.05.2022 г.

Переработанный вариант 23.06.2022 г.

Принята к публикации 12.07.2022 г.

Для функции Лауричеллы $F_D^{(N)}$, представляющей собой гипергеометрическую функцию многих комплексных переменных z_1, \dots, z_N , построены формулы аналитического продолжения, соответствующие пересечению произвольного числа сингулярных гиперплоскостей, имеющих вид $\{z_j = z_l\}$, $j, l = \overline{1, N}$, $j \neq l$. Такие формулы дают выражение для рассматриваемой функции в виде линейных комбинаций гипергеометрических рядов Горна N переменных, удовлетворяющих той же системе уравнений с частными производными, что и исходный ряд, с помощью которого $F_D^{(N)}$ определяется в единичном поликруге. Найденные формулы позволяют эффективно (с помощью экспоненциально сходящихся рядов) вычислять функцию $F_D^{(N)}$ и выражаемые через нее интегралы типа Эйлера во всем комплексном пространстве \mathbb{C}^N в том числе в сложных случаях, когда переменные образуют одну или несколько групп “очень близких” величин. Такую ситуацию будем называть “кроудингом”, заимствуя этот термин из работ, посвященных практике конформных отображений. Библ. 37.

Ключевые слова: гипергеометрические функции многих переменных, функции Лауричеллы и Горна, аналитическое продолжение, эффект кроудинга.

DOI: 10.31857/S0044466922120043

1. ВВЕДЕНИЕ

1.2. Функция Лауричеллы $F_D^{(N)}$

Рассматриваемая в работе гипергеометрическая функция Лауричеллы $F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z})$ возникает при конструктивном решении многих актуальных задач прикладной математики (см., например, [1]–[12]). Эта функция, зависящая от N комплексных переменных $(z_1, \dots, z_N) =: \mathbf{z} \in \mathbb{C}^N$ и комплексных параметров $(a_1, \dots, a_N) =: \mathbf{a} \in \mathbb{C}^N$, $b, c \in \mathbb{C}$, определяется в виде следующего N -кратного ряда (см. [13] и, например, [1], [3]):

$$F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) := \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \frac{(b)_{|\mathbf{k}|} (\mathbf{a})_{\mathbf{k}}}{(c)_{|\mathbf{k}|} \mathbf{k}!} \mathbf{z}^{\mathbf{k}}, \quad (1.1)$$

который сходится в единичном поликруге

$$\mathbb{U}^N := \{\mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : |z_j| < 1, j = \overline{1, N}\}. \quad (1.2)$$

В формуле (1.1) суммирование ведется по мультииндексу $\mathbf{k} := (k_1, \dots, k_N)$ с неотрицательными целыми компонентами $k_j \geq 0$, $j = \overline{1, N}$, причем $|\mathbf{k}| := \sum_{j=1}^N k_j$, а для сокращенной записи произведений использованы традиционные обозначения:

$$\mathbf{k}! := k_1! \cdots k_N!, \quad (\mathbf{a})_{\mathbf{k}} := (a_1)_{k_1} \cdots (a_N)_{k_N}, \quad \mathbf{z}^{\mathbf{k}} := z_1^{k_1} \cdots z_N^{k_N}. \quad (1.3)$$

¹⁾ Работа выполнена при финансовой поддержке РФФИ (код проекта 22-21-00727), <https://rscf.ru/project/22-21-00727/>

Фигурирующий в (1.3) символ Похгаммера $(a)_m$ определяется через гамма-функцию $\Gamma(s)$ по формуле (см. [1], [14])

$$(a)_m = (a, m) := \frac{\Gamma(a + m)}{\Gamma(a)}, \tag{1.4}$$

так что справедливы соотношения

$$(a)_0 = 1, \quad (a)_m = \begin{cases} (a)_m = a(a + 1) \cdots (a + m - 1), & m = 1, 2, \dots, \\ (-1)^m [(1 - a)(2 - a) \cdots ((1 - a) - m - 1)]^{-1}, & m = -1, -2, \dots \end{cases} \tag{1.5}$$

Параметр c в формуле (1.1) не принимает целых неположительных значений, т.е. $c \notin \mathbb{Z}^-$.

Если векторный аргумент \mathbf{z} лежит вне единичного поликруга (1.2), то под функцией Лауричеллы понимается аналитическое продолжение (1.1), для которого естественно сохранить прежнее обозначение $F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z})$. Такое продолжение в область

$$\mathbb{L}^N := \{\mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : |\arg(1 - z_j)| < \pi, j = \overline{1, N}\} \tag{1.6}$$

дает следующий интеграл типа Эйлера (см. [1]):

$$F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = \frac{\Gamma(c)}{\Gamma(b)\Gamma(c - b)} \int_0^1 \frac{t^{b-1}(1-t)^{c-b-1}}{\prod_{j=1}^N (1 - tz_j)^{a_j}} dt, \tag{1.7}$$

где предполагается, что $\operatorname{Re} c > \operatorname{Re} b > 0$ (указанное ограничение на параметры b и c может быть снято, если в (1.7) использовать интегрирование по петлеобразным контурам Похгаммера, см. [1]). В области (1.6) интеграл (1.7) является однозначной аналитической функцией переменных z_1, \dots, z_N , а в единичном поликруге $\mathbb{U}^N \subset \mathbb{L}^N$ он представим с помощью ряда (1.1); в этом нетрудно убедиться, разлагая подынтегральную функцию в ряд по степеням z_1, \dots, z_N и почленно интегрируя такое разложение. Поскольку именно в виде интеграла типа Эйлера функция Лауричеллы нередко возникает в приложениях, формулу (1.7) часто используют как альтернативное определение $F_D^{(N)}$.

Функция Лауричеллы, введенная в [13] как формальное обобщение функции Гаусса $F(a, b; c; z)$ на случай N переменных, оказалась одним из наиболее востребованных представителей семейства гипергеометрических функций многих переменных (см. об этом [8]). В связи с этим вопрос об эффективном вычислении этой функции, т.е. интеграла (1.7), во всем пространстве \mathbb{C}^N является весьма актуальной задачей.

В единичном поликруге для вычисления интеграла (1.7) можно использовать непосредственное суммирование ряда (1.1). Однако вне этого поликруга ряд (1.1) расходится и вычисление интеграла (1.7) является трудной задачей. Возникает естественный вопрос о том, можно ли представить аналитически продолженную функцию $F_D^{(N)}$ в виде обобщенных гипергеометрических рядов, экспоненциально сходящихся в соответствующих подобластях $\mathbb{C}^N \setminus \mathbb{U}^N$? Такие представления, в частности, позволили бы эффективно вычислять интегралы типа Эйлера (2.1). Ответ на этот вопрос может быть получен в рамках изучения системы дифференциальных уравнений для ряда (1.1), к рассмотрению которой переходим в следующем п. 1.2.

1.2. Проблема аналитического продолжения

Гипергеометрический ряд (1.1), рассматриваемый как функция переменных z_1, \dots, z_N , удовлетворяет следующей системе из N линейных уравнений второго порядка с частными производными по переменным z_j (см. [13], [1], [3], [4]):

$$\left(c + \sum_{m=1}^N \theta_m \right) (1 + \theta_j)(z_j^{-1} u(\mathbf{z})) = \left(b + \sum_{m=1}^N \theta_m \right) (a_j + \theta_j) u(\mathbf{z}), \quad j = \overline{1, N}, \tag{1.8}$$

где $\theta_s := z_s \partial / \partial z_s$, а величины a_j, b и c – параметры функции Лауричеллы. Голоморфный ранг системы (1.8) равен $N + 1$ и, таким образом, ее общее решение зависит от $(N + 1)$ -й произвольной комплексной постоянной (см. [13], [1]). Особым множеством \mathcal{M} системы (1.8) является объединение гиперплоскостей

$$\mathcal{M}_j^{(\tau)} := \{z \in \overline{\mathbb{C}}^N : z_j = \tau\}, \quad j = \overline{1, N}, \tag{1.9}$$

где $\tau \in S := \{0, 1, \infty\}$, и гиперплоскостей

$$\mathcal{M}_{j,l} := \{z \in \overline{\mathbb{C}}^N : z_j = z_l\}; \tag{1.10}$$

здесь индексы $j, l = \overline{1, N}$, $j \neq l$. В частности, особому множеству принадлежат такие точки z , у которых для всех компонент z_j выполняется включение $z_j \in S$, $j = \overline{1, N}$.

При дальнейшем рассмотрении будут играть важную роль точки особого множества \mathcal{M} , лежащие на пересечении двух или большего числа гиперплоскостей (1.9), (1.10). Будем использовать обозначение

$$z_{v,\mu}^{(1,\infty,0)} := (\underbrace{1, \dots, 1}_v, \underbrace{\infty, \dots, \infty}_\mu, \underbrace{0, \dots, 0}_{N-v-\mu}) \tag{1.11}$$

для точек, у которых первые v компонент равны 1, следующие μ компонент равны ∞ , а остальные $N - v - \mu$ равны 0. Кроме того, будем писать

$$z_v^{(1,\infty)} := (\underbrace{1, \dots, 1}_v, \underbrace{\infty, \dots, \infty}_{N-v}). \tag{1.12}$$

Обозначаем через $z^{(1)} := (1, \dots, 1)$ и $z^{(\infty)} := (\infty, \dots, \infty)$ точки, у которых все N компонент z_j , $j = \overline{1, N}$, одинаковые и равны соответственно 1 или ∞ .

Одним из центральных вопросов в теории функции Лауричеллы $F_D^{(N)}$ является *проблема аналитического продолжения*, заключающаяся в нахождении формул следующего вида:

$$F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = \sum_{j=0}^N \lambda_j u_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}), \quad \mathbf{z} \in \Omega \not\subset \mathbb{U}^N, \tag{1.13}$$

где набор функций $\{u_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z})\}_{j=0}^N$, представимых в терминах гипергеометрических рядов N переменных, образует базис пространства решений системы (1.8), а $\lambda_j \in \mathbb{C}$ – некоторые коэффициенты, зависящие от параметров a_1, \dots, a_N, b, c . Предполагается, что область Ω , где ряды u_j одновременно сходятся, имеет непустое пересечение с дополнением к единичному поликругу \mathbb{U}^N , т.е. справедливо соотношение $\Omega \cap (\mathbb{C}^N \setminus \mathbb{U}^N) \neq \emptyset$. Представления вида (1.13) называют *формулами аналитического продолжения*.

Отметим, что представления вида (1.13) являются обобщением классических формул аналитического продолжения функции Гаусса одного переменного на случай N переменных, а фигурирующие в (1.13) функции $u_j(\mathbf{z})$ играют для систем (1.8) ту же роль, что и канонические решения Куммера (см. [1], [14], [15]) для гипергеометрического уравнения, которому удовлетворяет функция Гаусса. В [8], [16] при произвольном N был построен набор формул аналитического продолжения (1.13) функции Лауричеллы $F_D^{(N)}$, области сходимости которых в совокупности покрывают \mathbb{C}^N за исключением гиперплоскостей $\mathcal{M}_{j,l}$, определенных равенством (1.10). Граница области сходимости каждой из таких формул содержит часть одной или нескольких гиперплоскостей $\mathcal{M}_{j,l}$, поэтому указанный набор формул адекватно представляет функцию $F_D^{(N)}$ и позволяет ее вычислять, когда аргумент \mathbf{z} лежит достаточно далеко от $\mathcal{M}_{j,l}$.

В [17], [18] при произвольном N предложен способ построения формул аналитического продолжения нового типа, позволяющий для любого пересечения \mathcal{S} гиперплоскостей $\mathcal{M}_{j,l}$ указать представление вида (1.13), область сходимости которого имеет непустое пересечение с \mathcal{S} . При этом в отмеченных работах в явном виде были построены формулы для случаев, когда все пере-

менные одновременно или близки к единице, или велики по модулю, т.е. рассмотрено продолжение $F_D^{(N)}$ в окрестности точек $\mathbf{z}^{(1)}$ и $\mathbf{z}^{(\infty)}$.

1.3. Полученные результаты об аналитическом продолжении

В настоящей работе, продолжающей исследования [17], [18], для функции Лауричеллы $F_D^{(N)}$ построен набор формул аналитического продолжения, позволяющих в окрестностях $\mathbb{C}_{v,\mu}$ точек $z_{v,\mu}^{(1,\infty,0)}$ адекватно представить эту функцию вблизи множества $\mathcal{S}_{v,\mu} = \mathcal{S}_1 \cap \mathcal{S}_2$, где \mathcal{S}_1 – пересечение гиперплоскостей $M_{j,l}$ с номерами $j, l = \overline{1, v}$, а \mathcal{S}_2 – пересечение гиперплоскостей $M_{s,k}$ с номерами $s, k = \overline{v+1, v+\mu}$. Точнее, для любого $\mathcal{S}_{v,\mu}$ указанного вида найдена формула продолжения с областью сходимости Ω , удовлетворяющей соотношению $\Omega \cap \mathcal{S}_{v,\mu} \cap \mathbb{C}_{v,\mu} \neq \emptyset$.

Такой результат устанавливает теорема 2 (см. п. 2.4). В этой теореме рассмотрен случай произвольного числа N переменных функции Лауричеллы и продолжения в окрестность точек (1.11), с любыми $v, \mu \geq 0, v + \mu \leq N$, и произвольным множеством $\mathcal{S}_{v,\mu}$. В разд. 3, 4 даны примеры применения этой теоремы к построению аналитического продолжения в случае трех и четырех переменных. Утверждение теоремы 2 получено с помощью разложений интеграла типа Эйлера (1.7) в подходящие степенные ряды и применения приведенной в п. 2.1 теоремы 1 (см. также [8, теорема 5]).

Таким образом, построенные в работе формулы адекватно представляют функцию $F_D^{(N)}$ для случаев, когда ее переменные z_1, \dots, z_N делятся на группы близких величин. Такую ситуацию будем называть “кроудингом” (от английского слова “to crowd” – толпиться, сбиваться в кучу). Термин “кроудинг” употребляется в работах, посвященных практике построения конформного отображения прямолинейных многоугольников на основе интеграла Кристоффеля–Шварца (см. [19]–[26]), и применяется к ситуации резко неравномерного распределения значений параметров этого интеграла. Полученная в разд. 2 теорема 2 рассматривает случай, когда переменные “толпятся” вблизи сингулярных гиперплоскостей $M_{s,k}$ и их пересечений $\mathcal{S}_{v,\mu}$. Отметим также, что применение формул аналитического продолжения функции Лауричеллы позволяет добиться существенного прогресса в решении вычислительных проблем, связанных с решением проблемы параметров интеграла Кристоффеля–Шварца и вычислением конформного отображения многоугольников (см. [8]).

Ниже во Введении приведена иллюстрация применения теорем 1 и 2 для аналитического продолжения функции $F_D^{(3)}$ в окрестность точки $(1, \infty, \infty)$, показывающая важное значение каждой из этих теорем для получения адекватных представлений функции Лауричеллы. Предположим, что переменная z_1 близка к единице, а z_2 и z_3 принимают большие по модулю значения. Применяя теорему 1 (см. п. 2.1 и [8]) для случая $N = 3, v = 1$ получаем, что аналитическое продолжение функции $F_D^{(3)}$ в область

$$\mathbb{V}^{3,1} := \{0 < |1 - z_1| < 1, |z_2| > |z_3| > 1 + |1 - z_1|, |\arg(1 - z_1)| < \pi, |\arg(-z_j)| < \pi, j = 2, 3\} \tag{1.14}$$

дается следующей формулой:

$$F_D^{(3)}(a_1, a_2, a_3; b, c; z_1, z_2, z_3) = \sum_{j=0}^3 A_j u_j(z_1, z_2, z_3), \tag{1.15}$$

где функции u_j определяются в виде гипергеометрических рядов

$$\begin{aligned} u_0(z_1, z_2, z_3) &= (-z_2)^{-a_2} (-z_3)^{-a_3} \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \Lambda_0(\mathbf{k}) (z_1 - 1)^{k_1} z_2^{-k_2} z_3^{-k_3}, \\ u_1(z_1, z_2, z_3) &= (1 - z_1)^{c-a_1-b} (-z_2)^{-a_2} (-z_3)^{-a_3} \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \Lambda_1(\mathbf{k}) (1 - z_1)^{k_1} z_2^{-k_2} z_3^{-k_3}, \end{aligned} \tag{1.16}$$

$$\begin{aligned}
 u_2(z_1, z_2, z_3) &= (-z_2)^{-b} \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \Lambda_2(\mathbf{k}) \left(\frac{z_1-1}{z_2} \right)^{k_1} z_2^{-k_2} \left(\frac{z_3}{z_2} \right)^{k_3}, \\
 u_3(z_1, z_2, z_3) &= (-z_2)^{-a_2} (-z_3)^{a_2-b} \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \Lambda_3(\mathbf{k}) \left(\frac{z_1-1}{z_3} \right)^{k_1} \left(\frac{z_3}{z_2} \right)^{k_2} z_3^{-k_3},
 \end{aligned}
 \tag{1.17}$$

коэффициенты Λ_j в этих разложениях имеют вид

$$\begin{aligned}
 \Lambda_0(\mathbf{k}) &:= \frac{(1+a_1+a_2+a_3)_{k_2+k_3} (a_1)_{k_1} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(1+a_1+b-c)_{k_1} (1+a_2+a_3-b)_{k_2+k_3-k_1} k_1! k_2! k_3!}, \\
 \Lambda_1(\mathbf{k}) &:= \frac{(c-b)_{k_1} (1+a_1+a_2+a_3-c)_{k_2+k_3} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(1+c-a_1-b)_{k_1} (1+a_1+a_2+a_3-c)_{k_2+k_3-k_1} k_1! k_2! k_3!}, \\
 \Lambda_2(\mathbf{k}) &:= \frac{(b)_{k_1+k_2+k_3} (1-c+a_1+b)_{k_1+k_2} (a_1)_{k_1} (a_3)_{k_3}}{(1+b-a_2)_{k_1+k_2+k_3} (1-c+a_1+b)_{k_1} k_1! k_2! k_3!}, \\
 \Lambda_3(\mathbf{k}) &:= \frac{(b-a_2)_{k_1-k_2+k_3} (1-c+a_1+b)_{k_1+k_3} (a_1)_{k_1} (a_2)_{k_2}}{(1+b-a_2-a_3)_{k_1-k_2+k_3} (1-c+a_1+b)_{k_1} k_1! k_2! k_3!},
 \end{aligned}
 \tag{1.18}$$

а величины A_j даются равенствами

$$\begin{aligned}
 A_0 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(c-a_1-b)\Gamma(b-a_2-a_3)}{\Gamma(b)\Gamma(c-a_1-a_2-a_3)\Gamma(c-b)}, & A_1 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_1+b-c)}{\Gamma(a_1)\Gamma(b)}, \\
 A_2 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_2-b)}{\Gamma(a_2)\Gamma(c-b)}, & A_3 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(b-a_2)\Gamma(a_2+a_3-b)}{\Gamma(a_3)\Gamma(b)\Gamma(c-b)}.
 \end{aligned}
 \tag{1.19}$$

Продолжение функции $F_D^{(3)}$ в область $\tilde{\mathbb{V}}^{3,1} := \{(z_1, z_2, z_3) : (z_1, z_3, z_2) \in \mathbb{V}^{3,1}\}$, симметричную по отношению к (1.14), дается формулой, получаемой заменами $(z_1, z_2, z_3) \rightarrow (z_1, z_3, z_2)$ и $(a_1, a_2, a_3) \rightarrow (a_1, a_3, a_2)$ в правой части (1.15)–(1.19).

Обратим внимание на то, что множество

$$\mathcal{M}^{(1,\infty)} := \mathcal{M}_{2,3} \cap \{(z_1, z_2, z_3) \in \mathbb{C}^3 : |1-z_1| < 1, |z_j| > 1 + |1-z_1|, j = 1, 2\},$$

где $\mathcal{M}_{2,3} := \{(z_1, z_2, z_3) \in \mathbb{C}^3 : z_2 = z_3\}$, принадлежит границе области $\mathbb{V}^{3,1}$, в которой справедливо представление (1.15)–(1.19). При этом очевидно, что ряды (1.17), фигурирующие в формуле (1.15), сходятся тем медленнее, чем точка (z_1, z_2, z_3) ближе к $\mathcal{M}_{2,3}$. (Аналогичное замечание справедливо

и для упомянутого выше представления в области $\tilde{\mathbb{V}}^{3,1}$.) Поэтому в окрестности $(1, \infty, \infty)$ одного представления (1.15) недостаточно и необходимо получить такое представление, которое было бы адекватно особой гиперплоскости $\mathcal{M}_{2,3}$, в том смысле, что соответствующие ряды в точках множества $\mathcal{M}^{(1,\infty)}$ сходились бы экспоненциально.

Указанным свойством обладает следующее представление для $F_D^{(3)}$, которое вытекает из теоремы 2 (см. разд. 2) при $N = 3, v = 1, q = 2$:

$$F_D^{(3)}(a_1, a_2, a_3; b, c; z_1, z_2, z_3) = \sum_{j=0}^2 B_j v_j(z_1, z_2, z_3),
 \tag{1.20}$$

где функции v_j определяются в виде гипергеометрических рядов:

$$\begin{aligned}
 v_0(z_1, z_2, z_3) &= (-z_2)^{-a_2-a_3} \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \Xi_0(\mathbf{k}) (z_1-1)^{k_1} z_2^{-k_2} \left(\frac{z_2-z_3}{z_2} \right)^{k_3}, \\
 v_1(z_1, z_2, z_3) &= (1-z_1)^{c-a_1-b} (-z_2)^{-a_2-a_3} \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \Xi_1(\mathbf{k}) (1-z_1)^{k_1} z_2^{-k_2} \left(\frac{z_2-z_3}{z_2} \right)^{k_3}, \\
 v_2(z_1, z_2, z_3) &= (-z_2)^{-b} \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \Xi_2(\mathbf{k}) \left(\frac{z_1-1}{z_2} \right)^{k_1} z_2^{-k_2} \left(\frac{z_2-z_3}{z_2} \right)^{k_3},
 \end{aligned}
 \tag{1.21}$$

коэффициенты Ξ_j в этих разложениях имеют вид

$$\begin{aligned} \Xi_0(\mathbf{k}) &= \frac{(1-c+a_1+a_2+a_3)_{k_2} (a_1)_{k_1} (a_2+a_3)_{k_2+k_3} (a_3)_{k_3}}{(1+a_1+b-c)_{k_1} (1-b+a_2+a_3)_{k_2-k_1} k_1! (a_2+a_3)_{k_3} k_2! k_3!}, \\ \Xi_1(\mathbf{k}) &= \frac{(c-b)_{k_1} (1+a_1+a_2+a_3-c)_{k_2} (a_2+a_3)_{k_2+k_3} (a_3)_{k_3}}{(1+c-a_1-b)_{k_1} (1+a_1+a_2+a_3-c)_{k_2-k_1} (a_2+a_3)_{k_3} k_1! k_2! k_3!}, \\ \Xi_2(\mathbf{k}) &= \frac{(b)_{k_1+k_2+k_3} (1-c+a_1+b)_{k_1+k_2} (a_1)_{k_1} (a_3)_{k_3}}{(1+b-a_2-a_3)_{k_1+k_2} (a_2+a_3)_{k_3} (1-c+a_1+b)_{k_1} k_1! k_2! k_3!}, \end{aligned} \tag{1.22}$$

а величины B_j даются равенствами

$$B_0 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(c-a_1-b)\Gamma(b-a_2-a_3)}{\Gamma(b)\Gamma(c-a_1-a_2-a_3)\Gamma(c-b)}, \quad B_1 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_1+b-c)}{\Gamma(a_1)\Gamma(b)}, \quad B_2 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_2+a_3-b)}{\Gamma(a_2+a_3)\Gamma(c-b)}. \tag{1.23}$$

Представление (1.20)–(1.23) справедливо в области

$$\{|1-z_1| < 1, |z_2| > 1 + |1-z_1| + |z_2-z_3|; |\arg(1-z_1)| < \pi, |\arg(-z_2)| < \pi\}. \tag{1.24}$$

Обратим внимание на то, что если зафиксировать, например, переменное z_2 , то ряды в формулах (1.21) сходятся тем быстрее, чем меньше величины $1/|z_2|$ и $|(z_2-z_3)/z_2|$. Вместе с тем ряды в (1.21) сходятся тем медленнее, чем величина $|(z_2-z_3)/z_2|$ ближе к единице. Однако в этом случае как раз и необходимо выбирать формулу продолжения (1.15)–(1.19). Таким образом, для представления функции $F_D^{(3)}$ в окрестности точки $(1, \infty, \infty)$ необходимы оба набора формул (1.15)–(1.19) и (1.15)–(1.19). Отметим еще, что указанные формулы позволяют эффективно вычислять интеграл (1.7) для случая $N = 3$ соответственно в областях (1.14) и (1.24).

Возвращаясь к случаю произвольного числа переменных, подчеркнем, что при всех $N \geq 2$ теоремы 1 и 2 дополняют друг друга и позволяют адекватно представить функцию Лауричеллы $F_D^{(N)}$ в окрестностях точек $\mathbf{z}^{(1, \infty, 0)}$ аналогично тому, как это было продемонстрировано выше на примере трех переменных.

1.4. Функции Горна

Рассматриваемый круг вопросов является вкладом в решение проблемы аналитического продолжения и вычисления гипергеометрических рядов Горна N переменных. Степенной $\sum_{\mathbf{k} \in \mathbb{Z}^N} \Lambda(\mathbf{k}) \mathbf{z}^{\mathbf{k}}$ называют гипергеометрическим рядом Горна (см. [2]), [27], если отношению любых двух соседних коэффициентов $\Lambda(\mathbf{k}) = \Lambda(k_1, \dots, k_N)$ представляет собой рациональную функцию аргументов k_1, \dots, k_N , другими словами, справедливы соотношения

$$\frac{\Lambda(\mathbf{k} + \mathbf{e}_r)}{\Lambda(\mathbf{k})} = \frac{P_r(\mathbf{k})}{Q_r(\mathbf{k})}, \quad r = \overline{1, N}, \tag{1.25}$$

где $P_r(\mathbf{k})$ и $Q_r(\mathbf{k})$ – некоторые полиномы переменных (k_1, \dots, k_N) и $\mathbf{e}_r := (0, \dots, 1, \dots, 0)$ – вектор, r -я компонента которого равна 1, а остальные равны нулю. Общий подход к решению этой проблемы был предложен в [28], на основе найденных формул продолжения функции Фокса и Райта (см. [29], [30]), а его реализации для важных классов гипергеометрических рядов двух переменных дана в работах [31], [32]. Отметим, что исследование рядов Горна двух и большего числа переменных привлекает внимание многих исследователей (см., например, [27], [33]–[37]). С помощью результатов [28] можно эффективно конструировать базисы в пространстве решений гипергеометрических систем Горна в виде экспоненциально сходящихся рядов и находить формулы их аналитического продолжения, т.е. формулы перехода между базисами в различных подобластях \mathbb{C}^N .

2. АНАЛИТИЧЕСКОЕ ПРОДОЛЖЕНИЕ В ОКРЕСТНОСТИ ОСОБЫХ ГИПЕРПЛОСКОСТЕЙ $\{z_j = z_m\}$ ВБЛИЗИ ТОЧЕК $\mathbf{z}_{\nu, \mu}^{(1, \infty, 0)}$

2.1. Формулы продолжения в окрестность $\mathbf{z}_\nu^{(1, \infty)}$

Приведем результаты, вытекающие из [8], теорема 5. Определим область $\mathbb{V}^{N, \nu}$ с помощью следующего равенства:

$$\mathbb{V}^{N, \nu} := \{ \mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : 0 < |1 - z_1| < \dots < |1 - z_\nu| < 1, |\arg(1 - z_j)| < \pi, j = \overline{1, \nu}, |z_{\nu+1}| > \dots > |z_N| > 1, |\arg(-z_s)| < \pi, s = \overline{\nu + 1, N}, 1 + |1 - z_j| < |z_s|, j = \overline{1, \nu}, s = \overline{\nu + 1, N} \}. \tag{2.1}$$

Здесь целочисленный параметр ν принимает значения $\nu = \overline{0, N}$, причем, если $\nu = 0$, то в (2.1) отсутствуют ограничения для переменных $z_j, j = \overline{1, \nu}$, и

$$\mathbb{V}^N := \mathbb{V}^{N, 0} := \{ \mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : |z_1| > \dots > |z_N| > 1, |\arg(-z_s)| < \pi, s = \overline{1, N} \}, \tag{2.2}$$

а если $\nu = N$, то в определении (2.1) отсутствуют ограничения для переменных $z_j, j = \overline{\nu + 1, N}$, и

$$\mathbb{V}^N := \mathbb{V}^{N, N} := \{ \mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : 0 < |1 - z_1| < \dots < |1 - z_N| < 1, |\arg(1 - z_s)| < \pi, s = \overline{1, N} \}. \tag{2.3}$$

Пусть S_N – группа перестановок множества из N элементов, а $\sigma(\mathbf{z})$ – результат действия некоторого элемента $\sigma \in S_N$ на вектор \mathbf{z} , т.е. вектор, получаемый перестановкой компонент \mathbf{z} . Определим конусные области, совпадающие с $\mathbb{V}^{N, \nu}$ с точностью до симметрий,

$$\mathbb{V}_\sigma^{N, \nu} := \{ \mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : \sigma(\mathbf{z}) \in \mathbb{V}^{N, \nu} \}. \tag{2.4}$$

В дальнейшем будем использовать следующие обозначения для частичных сумм векторов $\mathbf{a} = (a_1, \dots, a_N), \mathbf{k} = (k_1, \dots, k_N)$:

$$|\mathbf{a}_{s, l}| := \sum_{k=s}^l a_k, \quad |\mathbf{a}| := |\mathbf{a}_{1, N}|, \quad |\mathbf{k}_{s, l}| := \sum_{n=s}^l k_n, \quad |\mathbf{k}| := |\mathbf{k}_{1, N}|. \tag{2.5}$$

Напомним выражения для символа Похгаммера $(a)_k, k \in \mathbb{Z}$, в виде конечных произведений (1.5). Справедливо следующее утверждение.

Теорема 1. Если ни одно из чисел

$$\left(b - \sum_{s=\nu+1}^j a_s \right), \quad j = \overline{\nu + 1, N}, \quad \left(c - b - \sum_{s=1}^j a_s \right), \quad j = \overline{1, \nu}, \tag{2.6}$$

не является целым, то аналитическое продолжение ряда (1.1) в область $\mathbb{V}^{N, \nu}$, определяемую соотношениями (2.1)–(2.3), дается формулой

$$F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = \sum_{j=0}^N A_j \mathcal{U}_j^{(1, \infty)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}), \tag{2.7}$$

где функции $\mathcal{U}_0^{(1, \infty)}, \mathcal{U}_j^{(1, \infty)}$ определяются равенствами

$$\mathcal{U}_0^{(1, \infty)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = \left(\prod_{l=\nu+1}^N (-z_l)^{-a_l} \right) \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Lambda_0(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) \mathbf{Z}_0^{\mathbf{k}}, \tag{2.8}$$

$$\mathcal{U}_j^{(1, \infty)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = (1 - z_j)^{c - |\mathbf{a}_{1, j-1}| - b} \left(\prod_{l=j+1}^{\nu} (1 - z_l)^{-a_l} \right) \left(\prod_{l=\nu+1}^N (-z_l)^{-a_l} \right) \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Lambda_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) \mathbf{Z}_j^{\mathbf{k}}, \quad j = \overline{1, \nu}, \tag{2.9}$$

$$\mathcal{U}_j^{(1, \infty)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = (-z_j)^{|\mathbf{a}_{\nu+1, j-1}| - b} \left(\prod_{l=\nu+1}^{j-1} (-z_l)^{-a_l} \right) \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Lambda_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) \mathbf{Z}_j^{\mathbf{k}}, \quad j = \overline{\nu + 1, N}; \tag{2.10}$$

здесь коэффициенты $\Lambda_j(\mathbf{k})$ определяются следующими равенствами:

$$\Lambda_0(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) := \frac{(1 + |\mathbf{a}| - c, |\mathbf{k}_{v+1, N}|)}{(1 + |\mathbf{a}_{1, v}| + b - c, |\mathbf{k}_{1, v}|)(1 + |\mathbf{a}_{v+1, N}| - b, |\mathbf{k}_{v+1, N}| - |\mathbf{k}_{1, v}|)} \prod_{s=1}^N \frac{(a_s, k_s)}{k_s!}, \quad (2.11)$$

$$\Lambda_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) := \frac{(c - |\mathbf{a}_{1, j-1}| - b, |\mathbf{k}_{j, v}| - |\mathbf{k}_{1, j-1}|)}{(1 + c - |\mathbf{a}_{1, j}| - b, |\mathbf{k}_{j, v}| - |\mathbf{k}_{1, j-1}|)} \frac{(1 + |\mathbf{a}| - c, |\mathbf{k}_{v+1, N}|)}{(1 + |\mathbf{a}| - c, |\mathbf{k}_{v+1, N}| - k_j)k_j!} \prod_{s=1, s \neq j}^N \frac{(a_s, k_s)}{k_s!}, \quad j = \overline{1, v}, \quad (2.12)$$

$$\begin{aligned} \Lambda_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) &:= \frac{(b - |\mathbf{a}_{v+1, j-1}|, |\mathbf{k}_{1, v}| - |\mathbf{k}_{v+1, j-1}| + |\mathbf{k}_{j, N}|)}{(1 + b - |\mathbf{a}_{v+1, j}|, |\mathbf{k}_{1, v}| - |\mathbf{k}_{v+1, j-1}| + |\mathbf{k}_{j, N}|)} \times \\ &\times \frac{(1 - c + |\mathbf{a}_{1, v}| + b, |\mathbf{k}_{1, v}| + k_j)}{(1 - c + |\mathbf{a}_{1, v}| + b, |\mathbf{k}_{1, v}|)k_j!} \prod_{s=1, s \neq j}^N \frac{(a_s, k_s)}{k_s!}, \quad j = \overline{v+1, N}. \end{aligned} \quad (2.13)$$

В формулах (2.8)–(2.10) использовано обозначение $\mathbf{Z}_j^{\mathbf{k}} = \prod_{l=1}^N (\mathcal{Z}_{j,l})^{k_l}$, где числа $\mathcal{Z}_{j,l}$ – это элементы векторов $\mathcal{Z}_j = \{\mathcal{Z}_{j,1}, \dots, \mathcal{Z}_{j,N}\}$, $j = \overline{0, N}$, $l = \overline{1, N}$, определяемых при $j = \overline{0, v}$ равенствами

$$\mathcal{Z}_0 := \left(z_1 - 1, \dots, z_v - 1, \frac{1}{z_{v+1}}, \dots, \frac{1}{z_N} \right), \quad (2.14)$$

$$\mathcal{Z}_j := \left(\frac{1 - z_1}{1 - z_j}, \dots, \frac{1 - z_{j-1}}{1 - z_j}, 1 - z_j, \frac{1 - z_j}{1 - z_{j+1}}, \dots, \frac{1 - z_j}{1 - z_v}, \frac{1}{z_{v+1}}, \dots, \frac{1}{z_N} \right), \quad j = \overline{1, v}, \quad (2.15)$$

а для $j = \overline{v+1, N}$ – следующими равенствами:

$$\mathcal{Z}_j := \left(\frac{z_1 - 1}{z_j}, \dots, \frac{z_v - 1}{z_j}, \frac{z_j}{z_{v+1}}, \dots, \frac{z_j}{z_{j-1}}, \frac{1}{z_j}, \frac{z_{j+1}}{z_j}, \dots, \frac{z_N}{z_j} \right), \quad j = \overline{v+1, N}. \quad (2.16)$$

Коэффициенты A_j в формуле (2.6) имеют вид

$$\begin{aligned} A_0 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(c - |\mathbf{a}_{1, v}| - b)\Gamma(b - |\mathbf{a}_{v+1, N}|)}{\Gamma(b)\Gamma(c - |\mathbf{a}|)\Gamma(c - b)}, \\ A_j &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(c - |\mathbf{a}_{1, j-1}| - b)\Gamma(|\mathbf{a}_{1, j}| + b - c)}{\Gamma(a_j)\Gamma(b)\Gamma(c - b)}, \quad j = \overline{1, v}, \\ A_j &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(b - |\mathbf{a}_{v+1, j-1}|)\Gamma(|\mathbf{a}_{v+1, j}| - b)}{\Gamma(a_j)\Gamma(b)\Gamma(c - b)}, \quad j = \overline{v+1, N}. \end{aligned} \quad (2.17)$$

В области $\mathbb{V}^{N, v}$ функции (2.8)–(2.10) образуют базис в пространстве решений системы (1.8).

Из теоремы 1 с помощью несложных рассуждений могут быть найдены формулы аналитического продолжения функции Лауричеллы в области $\mathbb{V}_\sigma^{N, v}$, определяемые равенством (2.12), для всех $v = \overline{0, N}$ и $\sigma \in S_N$, где, напомним, S_N – группа перестановок множества из N элементов. Действительно, учитывая равенство

$$F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = F_D^{(N)}(\sigma(\mathbf{a}); b, c; \sigma(\mathbf{z})), \quad (2.18)$$

вытекающее непосредственно из определения (1.1), а также то, что включение $\mathbf{z} \in \mathbb{V}_\sigma^{N, v}$ влечет $\sigma(\mathbf{z}) \in \mathbb{V}^{N, v}$, получаем, что аналитическое продолжение функции $F_D^{(N)}$ в область $\mathbb{V}_\sigma^{N, v}$ осуществляется формулой (2.7) с заменой в ее правой части, т.е. в коэффициентах $A_j = A_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z})$ и функциях $\mathcal{U}_j^{(1, \infty)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z})$, определяемых из (2.8)–(2.10), параметра \mathbf{a} на $\sigma(\mathbf{a})$ и аргумента \mathbf{z} на $\sigma(\mathbf{z})$. При этом функции $\mathcal{U}_{j, \sigma}^{(1, \infty)} := \mathcal{U}_j^{(1, \infty)}(\sigma(\mathbf{a}); b, c; \sigma(\mathbf{z}))$, получаемые из (2.8)–(2.10) действием перестановки $\sigma \in S_N$, являются базисом пространства решений системы (1.8) в области $\mathbb{V}_\sigma^{N, v}$.

2.2. Используемые обозначения

Полученные далее в п. 2.4 формулы аналитического продолжения соответствуют случаю, когда расстояния между некоторыми переменными достаточно малы (например, по сравнению с их модулями или с расстояниями до единицы). В связи с этим нам будет удобно модифицировать обозначения для переменных и параметров функции Лауричеллы.

Представим векторный аргумент $\mathbf{z} = (z_1, \dots, z_N)$ функции $F_D^{(N)}$ в виде объединения $q + 1 \leq N$ наборов $\mathbf{z}^{(s)}$, $s = \overline{1, q + 1}$:

$$\mathbf{z} = (\mathbf{z}^{(1)}, \dots, \mathbf{z}^{(q+1)}), \quad \mathbf{z}^{(s)} := (z_1^{(s)}, \dots, z_{p_s}^{(s)}), \quad s = \overline{1, q + 1}, \tag{2.19}$$

где набор $\mathbf{z}^{(s)}$ с номером s состоит из p_s элементов, так что $\sum_{s=1}^{q+1} p_s = N$. Несложно установить связь обозначений (2.19) с прежними, использованными в формуле (1.1):

$$z_j^{(s)} = z_m, \quad m = \sum_{l=1}^{s-1} p_l + j, \tag{2.20}$$

так что, например, $\mathbf{z}^{(1)} = (z_1, \dots, z_{p_1})$, $\mathbf{z}^{(2)} = (z_{p_1+1}, \dots, z_{p_1+p_2})$ и $\mathbf{z}^{(q+1)} = (z_{v+1}, \dots, z_N)$.

Будем считать, что компоненты вектора $\mathbf{z}^{(s)}$, т.е. переменные $z_j^{(s)}$ с одинаковым верхним индексом, являются “достаточно близкими” в смысле, который будет уточнен ниже в теореме 2 об аналитическом продолжении. Далее для определенности будем предполагать, что векторы $\mathbf{z}^{(s)}$ с номерами $s = \overline{1, v}$ содержат переменные, близкие к единице, векторы $\mathbf{z}^{(s)}$ с номерами $s = \overline{v + 1, q}$ составлены из больших по модулю переменных, а вектор переменные, образующие $\mathbf{z}^{(q+1)}$, по модулю меньше единицы, т.е. $\mathbf{z}^{(q+1)} \in \{|z_l^{(q+1)}| < 1, l = \overline{1, p_{q+1}}\}$.

Компоненты векторного параметра \mathbf{a} функции Лауричеллы и компоненты мультииндекса \mathbf{k} в формуле (1.1) переобозначим соответствующим образом:

$$\begin{aligned} \mathbf{a} &= (\mathbf{a}^{(1)}, \dots, \mathbf{a}^{(q+1)}), \quad \mathbf{a}^{(s)} := (a_1^{(s)}, \dots, a_{p_s}^{(s)}), \\ \mathbf{k} &= (\mathbf{k}^{(1)}, \dots, \mathbf{k}^{(q+1)}), \quad \mathbf{k}^{(s)} := (k_1^{(s)}, \dots, k_{p_s}^{(s)}), \end{aligned} \tag{2.21}$$

так что

$$a_j^{(s)} = a_m, \quad k_j^{(s)} = k_m, \quad m = \sum_{l=1}^{s-1} p_l + j. \tag{2.22}$$

Из формул (2.5) и (2.21) вытекают, например, соотношения

$$|\mathbf{a}_{1, p_s}^{(s)}| = \sum_{l=1}^{p_s} a_l^{(s)}, \quad |\mathbf{k}_{1, p_s}^{(s)}| = \sum_{l=1}^{p_s} k_l^{(s)}, \quad \sum_{s=1}^q |\mathbf{a}_{1, p_s}^{(s)}| = |\mathbf{a}|, \quad \sum_{s=1}^q |\mathbf{k}_{1, p_s}^{(s)}| = |\mathbf{k}|, \tag{2.23}$$

которые потребуются в дальнейшем.

В данном разделе построены формулы аналитического продолжения функции Лауричеллы $F_D^{(N)}$ в окрестность гиперплоскостей, определяемых по формуле (1.10), а также их пересечений, точнее, в новых обозначениях (2.19), формулы, справедливые вблизи множества

$$\bigcap_{s=1}^q \mathcal{M}_s, \quad \mathcal{M}_s := \{z_1^{(s)} = \dots = z_{p_s}^{(s)}\}, \quad s = \overline{1, q}; \tag{2.24}$$

при этом рассматриваем окрестности точек $z_v^{(1, \infty, 0)}$ (см. п. 2.4).

2.3. Вспомогательное разложение функции $F_D^{(N)}$

Используя введенные обозначения (2.19)–(2.23) перепишем представление типа Эйлера (1.7) в следующем виде:

$$F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = \frac{\Gamma(c)}{\Gamma(b)\Gamma(c-b)} \int_0^1 \frac{t^{b-1} (1-t)^{c-b-1}}{\prod_{s=1}^{q+1} \prod_{j=1}^{p_s} (1-tz_j^{(s)})^{a_j^{(s)}}} dt. \tag{2.25}$$

Напомним, что согласно сделанным предположениям переменные $z_j^{(s)}$ с одинаковым верхним индексом s близки по модулю, точнее,

$$z_j^{(s)} = z_1^{(s)} + \varepsilon_j^{(s)}, \quad s = \overline{1, q}, \quad j = \overline{2, p_s}, \tag{2.26}$$

где величины $\varepsilon_j^{(s)}$ предполагаются достаточно малыми. Используя равенства (2.26), преобразуем сомножители в знаменателе подынтегрального выражения, соответствующие номерам $s = \overline{1, q}$, к виду

$$(1-tz_j^{(s)})^{-a_j^{(s)}} = (1-t(z_1^{(s)} + \varepsilon_j^{(s)}))^{-a_j^{(s)}} = (1-tz_1^{(s)})^{-a_j^{(s)}} \left(1-t \frac{\varepsilon_j^{(s)}}{1-tz_1^{(s)}}\right)^{-a_j^{(s)}}, \quad s = \overline{1, q}, \tag{2.27}$$

а затем разложим эти выражения в ряды по целым степеням $\varepsilon_j^{(s)} = z_j^{(s)} - z_1^{(s)}$:

$$(1-tz_j^{(s)})^{-a_j^{(s)}} = (1-tz_1^{(s)})^{-a_j^{(s)}} \sum_{k_j^{(s)}=0}^{\infty} \frac{(a_j^{(s)}, k_j^{(s)})}{k_j^{(s)}!} \left(\frac{t}{1-tz_1^{(s)}}\right)^{k_j^{(s)}} (\varepsilon_j^{(s)})^{k_j^{(s)}}, \quad s = \overline{1, q}, \quad j = \overline{1, p_s}. \tag{2.28}$$

Оставшиеся сомножители $(1-tz_j^{(q+1)})^{-a_j^{(q+1)}}$ разложим в ряды по целым степеням $z_j^{(q+1)}$:

$$(1-tz_j^{(q+1)})^{-a_j^{(q+1)}} = \sum_{k_j^{(q+1)}=0}^{\infty} \frac{(a_j^{(q+1)}, k_j^{(q+1)})}{k_j^{(q+1)}!} (tz_j^{(q+1)})^{k_j^{(q+1)}}, \quad j = \overline{1, p_{q+1}}. \tag{2.29}$$

Подставляя (2.28) и (2.29) в знаменатель (2.25), находим для него следующее представление:

$$\prod_{s=1}^{q+1} \prod_{j=1}^{p_s} (1-tz_j^{(s)})^{-a_j^{(s)}} = \prod_{s=1}^q (1-tz_1^{(s)})^{-|\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}|} \sum_{s=1}^q \sum_{k_2^{(s)}, \dots, k_{p_s}^{(s)}=0} \sum_{k_1^{(q+1)}, \dots, k_{p_{q+1}}^{(q+1)}=0} \left[\left(\prod_{r=1}^q \prod_{l=2}^{p_r} \frac{(a_l^{(r)}, k_l^{(r)})}{k_l^{(r)}!} (z_l^{(r)} - z_1^{(r)})^{k_l^{(r)}} \right) \times \right. \tag{2.30}$$

$$\left. \times \left(\prod_{l=1}^{p_{q+1}} \frac{(a_l^{(q+1)}, k_l^{(q+1)})}{k_l^{(q+1)}!} (z_l^{(q+1)})^{k_l^{(q+1)}} \right) \left(\prod_{r=1}^q (1-tz_r)^{-|\mathbf{k}_{2,p_r}^{(r)}|} \right) t^{\sum_{r=1}^q |\mathbf{k}_{2,p_r}^{(r)}| + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}|} \right];$$

здесь использованы обозначения $|\mathbf{k}_{2,p_r}^{(r)}| := \sum_{l=2}^{p_r} k_l^{(r)}$, $|\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| := \sum_{l=1}^{p_{q+1}} k_l^{(q+1)}$, где $k_l^{(r)}$ – компоненты мультииндекса \mathbf{k} (см. (2.21), (2.22)); напомним, что выражение (a, k) означает символ Похгаммера (1.4). Подставляя (2.30) в интегральное представление типа Эйлера (2.25), меняя порядок суммирования и интегрирования, получаем следующее разложение функции Лауричеллы:

$$F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = \sum_{s=1}^q \sum_{k_2^{(s)}, \dots, k_{p_s}^{(s)}=0} \sum_{k_1^{(q+1)}, \dots, k_{p_{q+1}}^{(q+1)}=0} \left[\frac{\left(b, \sum_{s=1}^q |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| \right)}{\left(c, \sum_{s=1}^q |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| \right)} \left(\prod_{r=1}^q \prod_{l=2}^{p_r} \frac{(a_l^{(r)}, k_l^{(r)})}{k_l^{(r)}!} (z_l^{(r)} - z_1^{(r)})^{k_l^{(r)}} \right) \times \right. \tag{2.31}$$

$$\left. \times \left(\prod_{l=1}^{p_{q+1}} \frac{(a_l^{(q+1)}, k_l^{(q+1)})}{k_l^{(q+1)}!} (z_l^{(q+1)})^{k_l^{(q+1)}} \right) F_D^{(q)} \left(|\mathbf{a}_{1,p_1}^{(1)}| + |\mathbf{k}_{2,p_1}^{(1)}|, \dots, |\mathbf{a}_{1,p_q}^{(q)}| + |\mathbf{k}_{2,p_q}^{(q)}|; \right. \right.$$

$$\left. \left. b + \sum_{s=1}^q |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}|, c + \sum_{s=1}^q |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}|; z_1^{(1)}, \dots, z_1^{(q)} \right) \right];$$

здесь в соответствии с принятыми обозначениями (2.4) справедливы соотношения

$$|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| = \sum_{l=1}^{p_s} a_l^{(s)}, \quad |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| = \sum_{l=2}^{p_s} k_l^{(s)}, \quad s = \overline{1, q}, \quad |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| = \sum_{l=1}^{p_{q+1}} k_l^{(q+1)}, \quad (2.32)$$

где $a_l^{(r)}, k_l^{(r)}$ – компоненты векторного параметра \mathbf{a} и мультииндекса \mathbf{k} (см. (2.21)).

Для построения формул аналитического продолжения функции $F_D^{(N)}$ продолжим фигурирующие в представлении (2.31) функции $F_D^{(q)}$ по переменным $z_1^{(1)}, \dots, z_1^{(q)}$, применяя теорему 1 (см. п. 2.1).

2.4. Формулы продолжения в окрестность точки $\mathbf{z}_{\nu, \mu}^{(1, \infty, 0)}$

Введем область $\mathbb{O}^{N, \nu} = \mathbb{O}^{N, \nu}(p_1, \dots, p_{q+1})$ как пересечение:

$$\mathbb{O}^{N, \nu} = \bigcap_{j=0}^q \mathbb{O}_j^{N, \nu}, \quad (2.33)$$

где области $\mathbb{O}_j^{N, \nu} = \mathbb{O}_j^{N, \nu}(p_1, \dots, p_{q+1})$ для $j = \overline{1, \nu}$ определяются по следующим формулам:

$$\begin{aligned} \mathbb{O}_j^{N, \nu} := \{ \mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : & |l - z_1^{(m)}| + |z_1^{(m)} - z_n^{(m)}| + |z_l^{(s)} - z_1^{(s)}| < |l - z_1^{(s)}|, s = \overline{j, \nu}, l = \overline{1, p_s}; m = \overline{1, j-1}, \\ & n = \overline{2, p_m}; |l - z_1^{(j)}| + |z_1^{(j)} - z_l^{(j)}| + |z_n^{(q+1)}| < 1, l = \overline{1, p_j}, n = \overline{2, p_{q+1}}; |z_1^{(s)}| > |z_1^{(s)} - z_l^{(s)}| + |z_n^{(q+1)}|, \\ & l = \overline{1, p_s}, n = \overline{2, p_{q+1}}; |\arg(-z_1^{(s)})| < \pi, s = \overline{\nu+1, q} \}; \end{aligned} \quad (2.34)$$

для $j = \overline{\nu+1, q}$ задаются соотношениями

$$\begin{aligned} \mathbb{O}_j^{N, \nu} := \{ \mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : & |z_1^{(j)}| > 1 + |z_1^{(s)} - 1| + |z_l^{(s)} - z_1^{(s)}| + |z_n^{(j)} - z_n^{(j)}|, s = \overline{1, \nu}, l = \overline{1, p_s}, n = \overline{2, p_m}; \\ & |z_1^{(s)}| > |z_1^{(j)}| + |z_1^{(j)} - z_n^{(j)}| + |z_l^{(s)} - z_l^{(s)}|, s = \overline{\nu+1, j-1}, l = \overline{1, p_s}, n = \overline{2, p_j}; \\ & |z_1^{(j)}| > |z_1^{(s)}| + |z_1^{(s)} - z_l^{(s)}| + |z_n^{(j)} - z_n^{(j)}|, s = \overline{j+1, q}, l = \overline{2, p_s}, n = \overline{2, p_j}; |\arg(-z_1^{(s)})| < \pi, s = \overline{\nu+1, q} \}, \end{aligned} \quad (2.35)$$

а область $\mathbb{O}_0^{N, \nu}$ имеет вид

$$\begin{aligned} \mathbb{O}_0^{N, \nu} := \{ \mathbf{z} \in \mathbb{C}^N : & |z_1^{(s)}| > |z_1^{(s)} - z_l^{(s)}| + |z_n^{(q+1)}|, s = \overline{\nu+1, q}, l = \overline{1, p_n}, n = \overline{1, p_{q+1}}; \\ & |z_1^{(s)} - 1| + |z_l^{(s)} - z_1^{(s)}| + |z_n^{(q+1)}| < 1, s = \overline{1, \nu}, l = \overline{1, p_s}, n = \overline{1, p_{q+1}}; \\ & |z_n^{(q+1)}| < 1, n = \overline{1, p_{q+1}}; |\arg(-z_1^{(s)})| < \pi, s = \overline{\nu+1, q} \}. \end{aligned} \quad (2.36)$$

Применяя результат теоремы 1 к функциям

$$F_D^{(q)} \left(|\mathbf{a}_{1,p_1}^{(1)}| + |\mathbf{k}_{2,p_1}^{(1)}|, \dots, |\mathbf{a}_{1,p_q}^{(q)}| + |\mathbf{k}_{2,p_q}^{(q)}|; b + \sum_{s=1}^q |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}|, c + \sum_{s=1}^q |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}|; z_1^{(1)}, \dots, z_1^{(q)} \right), \quad (2.37)$$

фигурирующим в разложении (2.31), приходим к следующему утверждению, устанавливающему формулы аналитического продолжения функции Лауричеллы, справедливые вблизи пересечения $\bigcap_{s=1}^q \mathcal{M}_s$ гиперплоскостей (2.24) и соответствующие близким к единице переменным $z_l^{(s)}$, $s = \overline{1, \nu}, l = \overline{1, p_s}$, и большим по модулю переменным $z_l^{(s)}$, $s = \overline{\nu+1, q}, l = \overline{1, p_s}$.

Теорема 2. Если ни одно из чисел

$$\left(b - \sum_{s=v+1}^j |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| \right), \quad j = \overline{v+1, q}, \quad \left(c - b - \sum_{s=1}^j |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| \right), \quad j = \overline{1, v}, \quad (2.38)$$

не является целым, то аналитическое продолжение ряда (1.1) в область $\mathbb{O}^{N,v}$, определяемую соотношениями (2.33)–(2.36), дается формулой

$$F_D^{(N)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = \sum_{j=0}^q B_j \mathcal{U}_j^{(1,\infty,0)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}), \quad (2.39)$$

где функции $\mathcal{U}_0^{(1,\infty,0)}$, $\mathcal{U}_j^{(1,\infty,0)}$ определяются равенствами

$$\mathcal{U}_0^{(1,\infty,0)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = \left(\prod_{s=v+1}^q (-z_1^{(s)})^{-|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}|} \right) \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_0(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) \mathbf{Z}^{\mathbf{k}}, \quad (2.40)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{U}_j^{(1,\infty,0)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) &= (1 - z_1^{(j)})^{c - \sum_{s=1}^j |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| - b} \left(\prod_{s=j+1}^v (1 - z_1^{(s)})^{-|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}|} \right) \left(\prod_{s=v+1}^q (-z_1^{(s)})^{-|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}|} \right) \times \\ &\times \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) \mathbf{Z}^{\mathbf{k}}, \quad j = \overline{1, v}, \end{aligned} \quad (2.41)$$

$$\mathcal{U}_j^{(1,\infty,0)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) = (-z_1^{(j)})^{\sum_{s=v+1}^{j-1} |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| - b} \left(\prod_{s=v+1}^{j-1} (-z_1^{(s)})^{-|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}|} \right) \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) \mathbf{Z}^{\mathbf{k}}, \quad j = \overline{v+1, q}, \quad (2.42)$$

здесь коэффициенты $\Xi_j(\mathbf{k})$ определяются следующими равенствами:

$$\begin{aligned} \Xi_0(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) &:= \frac{\left(1 - c + \sum_{s=1}^q |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| - \sum_{s=v+1}^q k_1^{(s)} - |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| \right)}{\left(1 + \sum_{s=1}^v |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| + b - c, \sum_{s=1}^v |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}| \right) \left(1 - b + \sum_{s=v+1}^q |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| - \sum_{s=v+1}^q k_1^{(s)} - \sum_{s=1}^v |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}| - |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| \right)} \times \\ &\times \left(\prod_{s=1}^q \frac{(|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}|)}{(|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}|) k_1^{(s)}!} \right) \left(\prod_{s=1}^q \prod_{l=2}^{p_s} \frac{(a_l^{(s)}, k_l^{(s)})}{k_l^{(s)}!} \right) \left(\prod_{l=1}^{p_{q+1}} \frac{(a_l^{(q+1)}, k_l^{(q+1)})}{k_l^{(q+1)}!} \right), \end{aligned} \quad (2.43)$$

$$\begin{aligned} \Xi_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) &:= \frac{\left(c - \sum_{s=1}^{j-1} |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| - b, \sum_{s=j}^v k_1^{(s)} - \sum_{s=1}^{j-1} k_1^{(s)} - \sum_{s=1}^{j-1} |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| \right)}{\left(1 + c - \sum_{s=1}^j |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| - b, \sum_{s=j}^v k_1^{(s)} - \sum_{s=1}^{j-1} k_1^{(s)} - \sum_{s=1}^j |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}| \right) (|\mathbf{a}_{1,p_j}^{(j)}| |\mathbf{k}_{2,p_j}^{(j)}|)} \times \\ &\times \frac{\left(1 + \sum_{s=1}^q |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| - c, \sum_{s=v+1}^q k_1^{(s)} - |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| \right)}{\left(1 + \sum_{s=1}^q |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| - c, \sum_{s=v+1}^q k_1^{(s)} - |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| - k_1^{(j)} \right) k_1^{(j)}!} \prod_{s=1, s \neq j}^q \frac{(|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}|)}{(|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}|) k_1^{(s)}!} \times \\ &\times \left(\prod_{s=1}^q \prod_{l=2}^{p_s} \frac{(a_l^{(s)}, k_l^{(s)})}{k_l^{(s)}!} \right) \left(\prod_{l=1}^{p_{q+1}} \frac{(a_l^{(q+1)}, k_l^{(q+1)})}{k_l^{(q+1)}!} \right), \quad j = \overline{1, v}, \end{aligned} \quad (2.44)$$

$$\Xi_j(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) := \frac{\left(b - \sum_{s=\overline{v+1}}^{j-1} |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| \sum_{s=1}^v |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}| + \sum_{s=j}^q |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}| - \sum_{s=\overline{v+1}}^{j-1} k_1^{(s)} + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| \right)}{\left(1 + b - \sum_{s=\overline{v+1}}^j |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| \sum_{s=1}^v |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}| + \sum_{s=j+1}^q |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}| - \sum_{s=\overline{v+1}}^{j-1} k_1^{(s)} + k_1^{(j)} + |\mathbf{k}_{1,p_{q+1}}^{(q+1)}| \right)} \times (\mathbf{a}_{1,p_j}^{(j)} | \mathbf{k}_{2,p_j}^{(j)} |) \times \frac{\left(1 - c + \sum_{s=1}^v |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| + b, \sum_{s=1}^v |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}| + k_1^{(j)} \right)}{\left(1 - c + \sum_{s=1}^v |\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| + b, \sum_{s=1}^v |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}| \right)} k_1^{(j)!} \prod_{s=1, s \neq j}^q \frac{(|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| |\mathbf{k}_{1,p_s}^{(s)}|)}{(|\mathbf{a}_{1,p_s}^{(s)}| |\mathbf{k}_{2,p_s}^{(s)}|) k_1^{(s)!}} \times \left(\prod_{s=1}^q \prod_{l=2}^{p_s} \frac{(a_l^{(s)}, k_l^{(s)})}{k_l^{(s)!}} \right) \left(\prod_{l=1}^{p_{q+1}} \frac{(a_l^{(q+1)}, k_l^{(q+1)})}{k_l^{(q+1)!}} \right), \quad j = \overline{v+1, q}. \tag{2.45}$$

В формулах (2.40)–(2.42) использовано обозначение $\mathbf{Z}_j^k = \prod_{s=1}^{q+1} \prod_{l=1}^{p_s} (\mathcal{Z}_{j,l}^{(s)})^{k_l^{(s)}}$, где числа $\mathcal{Z}_{j,l}^{(s)}$ – это элементы векторов $\mathcal{Z}_j^{(s)} = \{\mathcal{Z}_{j,1}^{(s)}, \dots, \mathcal{Z}_{j,p_s}^{(s)}\}$, $j = \overline{0, N}$, $s = \overline{1, q+1}$, определяемых при $j = 0$ равенствами

$$\begin{aligned} \mathcal{Z}_0^{(s)} &:= (z_1^{(s)} - 1, z_2^{(s)} - z_1^{(s)}, \dots, z_{p_s}^{(s)} - z_1^{(s)}), \quad s = \overline{1, v}, \\ \mathcal{Z}_0^{(s)} &:= \left(\frac{1}{z_1^{(s)}}, \frac{z_1^{(s)} - z_2^{(s)}}{z_1^{(s)}}, \dots, \frac{z_1^{(s)} - z_{p_s}^{(s)}}{z_1^{(s)}} \right), \quad s = \overline{v+1, q}, \\ \mathcal{Z}_0^{(q+1)} &:= (z_1^{(q+1)}, \dots, z_{p_{q+1}}^{(q+1)}), \end{aligned} \tag{2.46}$$

при $j = \overline{1, v}$ – равенствами

$$\begin{aligned} \mathcal{Z}_j^{(s)} &:= \left(\frac{1 - z_1^{(s)}}{1 - z_1^{(j)}}, \frac{z_1^{(s)} - z_2^{(s)}}{1 - z_1^{(j)}}, \dots, \frac{z_1^{(s)} - z_{p_s}^{(s)}}{1 - z_1^{(j)}} \right), \quad s = \overline{1, j-1}, \\ \mathcal{Z}_j^{(j)} &:= \left(1 - z_1^{(j)}, \frac{z_1^{(j)} - z_2^{(j)}}{1 - z_1^{(j)}}, \dots, \frac{z_1^{(j)} - z_{p_j}^{(j)}}{1 - z_1^{(j)}} \right), \\ \mathcal{Z}_j^{(s)} &:= \left(\frac{1 - z_1^{(j)}}{1 - z_1^{(s)}}, \frac{z_2^{(s)} - z_1^{(s)}}{1 - z_1^{(s)}}, \dots, \frac{z_{p_s}^{(s)} - z_1^{(s)}}{1 - z_1^{(s)}} \right), \quad s = \overline{j+1, v}, \\ \mathcal{Z}_j^{(s)} &:= \left(\frac{1}{z_1^{(s)}}, \frac{z_1^{(s)} - z_2^{(s)}}{z_1^{(s)}}, \dots, \frac{z_1^{(s)} - z_{p_s}^{(s)}}{z_1^{(s)}} \right), \quad s = \overline{v+1, q}, \\ \mathcal{Z}_j^{(q+1)} &:= (z_1^{(q+1)}, \dots, z_{p_{q+1}}^{(q+1)}), \end{aligned} \tag{2.47}$$

а для $j = \overline{v+1, q}$ – следующими равенствами:

$$\begin{aligned} \mathcal{Z}_j^{(s)} &:= \left(\frac{z_1^{(s)} - 1}{z_1^{(j)}}, \frac{z_2^{(s)} - z_1^{(s)}}{z_1^{(j)}}, \dots, \frac{z_{p_s}^{(s)} - z_1^{(s)}}{z_1^{(j)}} \right), \quad s = \overline{1, v}, \\ \mathcal{Z}_j^{(s)} &:= \left(\frac{z_1^{(j)}}{z_1^{(s)}}, \frac{z_1^{(s)} - z_2^{(s)}}{z_1^{(s)}}, \dots, \frac{z_1^{(s)} - z_{p_s}^{(s)}}{z_1^{(s)}} \right), \quad s = \overline{v+1, j-1}, \\ \mathcal{Z}_j^{(j)} &:= \left(\frac{1}{z_1^{(j)}}, \frac{z_1^{(j)} - z_2^{(j)}}{z_1^{(j)}}, \dots, \frac{z_1^{(j)} - z_{p_j}^{(j)}}{z_1^{(j)}} \right), \end{aligned} \tag{2.48}$$

$$\mathcal{E}_j^{(s)} := \left(\frac{z_1^{(s)}}{z_1^{(j)}}, \frac{z_2^{(s)} - z_1^{(s)}}{z_1^{(s)}}, \dots, \frac{z_{p_s}^{(s)} - z_1^{(s)}}{z_1^{(s)}} \right), \quad s = \overline{j+1, q},$$

$$\mathcal{E}_j^{(q+1)} := \left(\frac{z_1^{(q+1)}}{z_1^{(j)}}, \dots, \frac{z_{p_{q+1}}^{(q+1)}}{z_1^{(j)}} \right).$$

Коэффициенты B_j в формуле (2.39) имеют вид

$$B_0 = \frac{\Gamma(c)\Gamma\left(c - b - \sum_{s=1}^v |a_{1,p_s}^{(s)}|\right)\Gamma\left(b - \sum_{s=v+1}^q |a_{1,p_s}^{(s)}|\right)}{\Gamma(b)\Gamma\left(c - \sum_{s=1}^q |a_{1,p_s}^{(s)}|\right)\Gamma(c - b)},$$

$$B_j = \frac{\Gamma(c)\Gamma\left(c - \sum_{s=1}^{j-1} |a_{1,p_s}^{(s)}| - b\right)\Gamma\left(\sum_{s=1}^j |a_{1,p_s}^{(s)}| + b - c\right)}{\Gamma(|a_{1,p_j}^{(j)}|)\Gamma(b)\Gamma(c - b)}, \quad j = \overline{1, v}, \tag{2.49}$$

$$B_j = \frac{\Gamma(c)\Gamma\left(b - \sum_{s=v+1}^{j-1} |a_{1,p_s}^{(s)}|\right)\Gamma\left(\sum_{s=v+1}^j |a_{1,p_s}^{(s)}| - b\right)}{\Gamma(|a_{1,p_j}^{(j)}|)\Gamma(b)\Gamma(c - b)}, \quad j = \overline{v+1, q}.$$

В области $\mathbb{V}^{N, \nu}$ функции (2.40)–(2.42) являются линейно независимыми решениями системы (1.8), которой удовлетворяет исходный ряд (1.1).

Области сходимости представлений вида (2.39) для функции Лауричеллы установлены с помощью подхода [1]. В том, что функции $\mathcal{U}_j^{(1, \infty, 0)}$, $j = \overline{0, q}$, являются решениями системы (1.8), можно убедиться непосредственной подстановкой (2.40)–(2.42) в (1.8). Используя соотношение симметрии (2.18), несложно получить формулы аналитического продолжения в области, получаемые из (2.33) с помощью соответствующих симметрий.

Представления функции Лауричеллы в виде экспоненциально сходящихся рядов, которые устанавливают теоремы 1, 2, позволяют качественно исследовать и эффективно вычислять интегралы типа Эйлера (1.8) во всем пространстве \mathbb{C}^N , в том числе в сложных случаях “кроудинга” переменных, т.е. вблизи произвольных пересечений гиперплоскостей (2.24). Отметим еще, что возникающие в теоремах 1, 2 ряды (2.8)–(2.10) и (2.40)–(2.42), через которые выражаются решения системы (1.8), принадлежат классу Горна, поскольку, как нетрудно увидеть, соответствующие коэффициенты удовлетворяют свойству (1.25).

3. ПРИМЕРЫ ПРИМЕНЕНИЯ ТЕОРЕМЫ 2 ДЛЯ СЛУЧАЯ ТРЕХ ПЕРЕМЕННЫХ

В данном разделе продемонстрировано применение теоремы 2 к функции $F_D^{(3)}$, определяемой в поликруге $\mathbb{U}^3 = \{|z_j| < 1, j = 1, 2, 3\}$ с помощью гипергеометрического ряда

$$F_D^{(3)}(a_1, a_2, a_3; b, c; z_1, z_2, z_3) = \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \frac{(b)_{k_1+k_2+k_3} (a_1)_{k_1} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(c)_{k_1+k_2+k_3} k_1! k_2! k_3!} z_1^{k_1} z_2^{k_2} z_3^{k_3} \tag{3.1}$$

и представимой в области $\{(z_1, z_2, z_3) \in \mathbb{C}^N : |\arg(1 - z_j)| < \pi, j = \overline{1, 3}\}$ в виде интеграла типа Эйлера (см. [1])

$$F_D^{(3)}(a_1, a_2, a_3; b, c; z_1, z_2, z_3) = \frac{\Gamma(c)}{\Gamma(b)\Gamma(c - b)} \int_0^1 t^{b-1} (1 - t)^{c-b-1} (1 - tz_1)^{-a_1} (1 - tz_2)^{-a_2} (1 - tz_3)^{-a_3} dt. \tag{3.2}$$

Далее будем использовать обозначения $\mathbf{k} = (k_1, k_2, k_3)$, $|\mathbf{k}| = k_1 + k_2 + k_3$.

Напомним, что формулы аналитического продолжения в окрестность точки $(1, \infty, \infty)$ были представлены во Введении. Далее в пп. 3.1, 3.2 будут построены формулы аналитического продолжения в окрестность точек $(1, 1, \infty)$, $(\infty, \infty, 0)$ и $(1, 1, 0)$, адекватно представляющие функцию (3.1) и позволяющие эффективно вычислять интеграл (3.2) вблизи гиперплоскостей вида $\{z_k = z_l\}$ и их пересечений.

3.1. Продолжение функции $F_D^{(3)}$ в окрестность точки $(1, 1, \infty)$, соответствующее $z_1 = z_2$

Предположим, что переменные z_1, z_2, z_3 функции Лауричеллы $F_D^{(3)}$ образуют две группы, в первую из которых входят z_1 и z_2 , а во вторую – только z_3 . Тогда согласно (2.19), (2.20) используемые в теореме 0 числа q, p_s , а также параметры и переменные функции Лауричеллы (3.1), (3.2) определяются следующими соотношениями:

$$q = 2, \quad v = 1, \quad p_1 = 2, \quad p_2 = 1, \quad p_3 = 0, \quad z_1^{(1)} = z_1, \quad z_2^{(1)} = z_2, \quad z_1^{(2)} = z_3, \quad (3.3)$$

$$a_1^{(1)} = a_1, \quad a_2^{(1)} = a_2, \quad a_1^{(2)} = a_3, \quad k_1^{(1)} = k_1, \quad k_2^{(1)} = k_2, \quad k_1^{(2)} = k_3.$$

Применяя теорему 2, построим формулу продолжения функции $F_D^{(3)}$ в окрестность гиперплоскости

$$\mathcal{M}_{1,2} := \{z_1 = z_2\} \quad (3.4)$$

для случая переменных z_1, z_2 , близких к единице, и больших по модулю переменных z_3 . Подставляя (3.3) в (2.43)–(2.45), находим выражения для коэффициентов рядов (2.40)–(2.42):

$$\Xi_0(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(1 - c + a_1 + a_2 + a_3)_{k_3} (a_1 + a_2)_{k_1+k_2} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(1 + a_1 + a_2 + b - c)_{k_1+k_2} (1 - b + a_3)_{k_3-k_1-k_2} (a_1 + a_2)_{k_2} k_1! k_2! k_3!}, \quad (3.5)$$

$$\Xi_1(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(c - b)_{k_1} (1 + a_1 + a_2 + a_3 - c)_{k_3} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(1 + c - a_1 - a_2 - b)_{k_1-k_2} (a_1 + a_2)_{k_2} (1 + a_1 + a_2 + a_3 - c)_{k_3-k_1} k_1! k_2! k_3!}. \quad (3.6)$$

$$\Xi_2(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(b)_{k_1+k_2+k_3} (1 - c + a_1 + a_2 + b)_{k_1+k_2+k_3} (a_1 + a_2)_{k_1+k_2} (a_2)_{k_2}}{(1 + b - a_3)_{k_1+k_2+k_3} (1 - c + a_1 + a_2 + b)_{k_1+k_2} (a_1 + a_2)_{k_2} k_1! k_2! k_3!}. \quad (3.7)$$

По формулам (2.46)–(2.48) находим

$$Z_0^{(1)} = (z_1 - 1, z_2 - z_1), \quad Z_0^{(2)} = \left(\frac{1}{z_3} \right), \quad Z_1^{(1)} = \left(1 - z_1, \frac{z_1 - z_2}{1 - z_1} \right), \quad Z_1^{(2)} = \left(\frac{1}{z_3} \right), \quad (3.8)$$

$$Z_2^{(1)} = \left(\frac{z_1 - 1}{z_3}, \frac{z_2 - z_1}{z_3} \right), \quad Z_2^{(2)} = \left(\frac{1}{z_3} \right),$$

а согласно (2.49) выражения для коэффициентов B_0, B_1 и B_2 имеют вид

$$B_0 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(c - b - a_1 - a_2)\Gamma(b - a_3)}{\Gamma(b)\Gamma(c - a_1 - a_2 - a_3)\Gamma(c - b)}, \quad B_1 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_1 + a_2 + b - c)}{\Gamma(a_1 + a_2)\Gamma(b)}, \quad B_2 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_3 - b)}{\Gamma(a_1 + a_2)\Gamma(c - b)}. \quad (3.9)$$

Далее, учитывая соотношения (3.5)–(3.9), из теоремы 2 получаем следующее утверждение, позволяющее аналитически продолжить функцию Лауричеллы $F_D^{(3)}$ в окрестность особой гиперплоскости (3.4), т.е. в ситуации кроудинга переменных z_1, z_2 для случая, когда они близки к единице, а $|z_3|$ – достаточно большая величина.

Теорема 3. Если ни одно из чисел $c - b - a_1 - a_2$ и $b - a_3$ не является целым, то в области

$$\{(z_1, z_2, z_3) \in \mathbb{C}^3 : |z_1 - z_2| < |1 - z_1| < 1, |z_3| > 1 + |1 - z_1| + |z_1 - z_2|; |\arg(1 - z_1)| < \pi, |\arg(-z_3)| < \pi\} \quad (3.10)$$

функция Лауричеллы $F_D^{(3)}$ представима в следующем виде:

$$F_D^{(3)}(a_1, a_2, a_3; b, c; z_1, z_2, z_3) = B_0(-z_3)^{-a_3} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_0(\mathbf{k})(z_1 - 1)^{k_1} (z_2 - z_1)^{k_2} z_3^{-k_3} + B_1(1 - z_1)^{c-a_1-a_2-b} (-z_3)^{-a_3} \times \\ \times \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_1(\mathbf{k})(1 - z_1)^{k_1} \left(\frac{z_1 - z_2}{1 - z_1}\right)^{k_2} z_3^{-k_3} + B_2(-z_3)^{-b} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_2(\mathbf{k}) \left(\frac{z_1 - 1}{z_3}\right)^{k_1} \left(\frac{z_2 - z_1}{z_3}\right)^{k_2} z_3^{-k_3},$$

где, напомним, $\mathbf{k} = (k_1, k_2, k_3)$, $|\mathbf{k}| = k_1 + k_2 + k_3$, коэффициенты Ξ_0 , Ξ_1 и Ξ_2 определяются равенствами (3.5)–(3.7), а величины B_0 , B_1 и B_2 – равенствами (3.9).

3.2. Продолжение функции $F_D^{(3)}$ в окрестность точек $(\infty, \infty, 0)$ и $(1, 1, 0)$, соответствующее $z_1 = z_2$

Рассмотрим продолжение в окрестность точки $(\infty, \infty, 0)$ и предположим, что расстояние между переменными z_1, z_2 функции Лауричеллы $F_D^{(3)}$ мало по сравнению с величинами $|z_1|$ и $|z_2|$. Тогда согласно (2.19), (2.20) используемые в теореме 2 числа q, v, p_s , а также параметры и переменные функции Лауричеллы (3.1), (3.2) определяются равенствами

$$q = 1, \quad v = 0, \quad p_1 = 2, \quad p_2 = 1, \quad z_1^{(1)} = z_1, \quad z_2^{(1)} = z_2, \quad z_3^{(2)} = z_3, \\ a_1^{(1)} = a_1, \quad a_2^{(1)} = a_2, \quad a_3^{(2)} = a_3, \quad k_1^{(1)} = k_1, \quad k_2^{(1)} = k_2, \quad k_3^{(2)} = k_3. \tag{3.11}$$

Применяя теорему 2, построим формулу продолжения функции $F_D^{(3)}$ в окрестность точки $(\infty, \infty, 0)$, адекватно представляющую эту функцию вблизи гиперплоскости (3.4). Подставляя (3.11) в (2.43)–(2.45), находим выражения для коэффициентов рядов (2.40)–(2.42), а затем по формулам (2.49) находим величины B_j . Подставляя найденные выражения в (2.39), приходим к следующему утверждению, позволяющему аналитически продолжить функцию Лауричеллы $F_D^{(3)}$ в окрестность особой гиперплоскости (3.4), т.е. в ситуации кроудинга переменных z_1, z_2 для случая, когда они велики по модулю, а величина $|z_3|$ достаточно мала.

Теорема 4. Если число $a_1 + a_2 - b$ не является целым, то аналитическое продолжение ряда (3.1), определяющего функцию Лауричеллы $F_D^{(3)}$, в область

$$\{(z_1, z_2, z_3) \in \mathbb{C}^3 : |z_1| > 1 + |z_1 - z_2|, |z_3| < 1, |\arg(-z_1)| < \pi\} \tag{3.12}$$

дается формулой

$$F_D^{(3)}(a_1, a_2, a_3; b, c; z_1, z_2, z_3) = \\ = B_0(-z_1)^{-a_1-a_2} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \frac{(b - a_1 - a_2)_{k_3-k_1} (a_1 + a_2)_{k_1+k_2} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(c - a_1 - a_2)_{k_3-k_1} (a_1 + a_2)_{k_2} k_1! k_2! k_3!} z_1^{-k_1} \left(\frac{z_1 - z_2}{z_1}\right)^{k_2} z_3^{k_3} + \\ + B_1(-z_1)^{-b} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \frac{(b)_{k_1+k_2+k_3} (1 - c + b)_{k_1} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(1 + b - a_1 - a_2)_{k_1+k_3} (a_1 + a_2)_{k_2} k_1! k_2! k_3!} z_1^{-k_1} \left(\frac{z_1 - z_2}{z_1}\right)^{k_2} \left(\frac{z_3}{z_1}\right)^{k_3},$$

где величины B_0 и B_1 определяются равенствами

$$B_0 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(b - a_1 - a_2)}{\Gamma(b)\Gamma(c - a_1 - a_2)}, \quad B_1 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_1 + a_2 - b)}{\Gamma(a_1 + a_2)\Gamma(c - b)}.$$

Построим формулу продолжения в окрестность точки $(1, 1, 0)$ в предположении, что расстояние между переменными z_1, z_2 функции Лауричеллы $F_D^{(3)}$ достаточно мало. Согласно (2.19), (2.20) используемые в теореме 2 числа q, v, p_s , а также параметры и переменные функции Лауричеллы (3.1), (3.2) определяются равенствами

$$q = 1, \quad v = 1, \quad p_1 = 2, \quad p_2 = 1, \quad z_1^{(1)} = z_1, \quad z_2^{(1)} = z_2, \quad z_3^{(2)} = z_3, \\ a_1^{(1)} = a_1, \quad a_2^{(1)} = a_2, \quad a_3^{(2)} = a_3, \quad k_1^{(1)} = k_1, \quad k_2^{(1)} = k_2, \quad k_3^{(2)} = k_3. \tag{3.13}$$

Применяя теорему 2, построим формулу продолжения функции $F_D^{(3)}$ в окрестность точки $(\infty, \infty, 0)$, адекватно представляющую эту функцию вблизи гиперплоскости (3.4). Подставляя (3.11) в (2.43)–(2.45), находим выражения для коэффициентов рядов (2.40)–(2.42), а затем по формулам (2.49) находим величины B_j . Выполняя вычисления по формуле (2.39), приходим к следующему утверждению, позволяющему аналитически продолжить функцию Лауричеллы $F_D^{(3)}$ в окрестность особой гиперплоскости (3.4), т.е. в ситуации кроудинга переменных z_1, z_2 , когда эти переменные близки к единице, а $|z_3|$ – достаточно малая величина.

Теорема 5. *Если число $c - a_1 - a_2 - b$ не является целым, то аналитическое продолжение ряда (3.1), определяющего функцию Лауричеллы $F_D^{(3)}$, в область*

$$\{(z_1, z_2, z_3) \in \mathbb{C}^3 : |z_1 - z_2| < |1 - z_1|, |1 - z_1| + |z_1 - z_2| + |z_3| < 1, |\arg(1 - z_1)| < \pi\} \tag{3.14}$$

дается формулой

$$\begin{aligned} & F_D^{(3)}(a_1, a_2, a_3; b, c; z_1, z_2, z_3) = \\ & = B_0 \sum_{|k|=0}^{\infty} \frac{(b)_{k_1+k_2+k_3} (a_1+a_2)_{k_1+k_2} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(1+a_1+a_2+b-c)_{k_1+k_2} (c-a_1-a_2)_{k_3} (a_1+a_2)_{k_2} k_1! k_2! k_3!} (1-z_1)^{k_1} (z_1-z_2)^{k_2} z_3^{k_3} + \\ & + B_1 (1-z_1)^{c-a_1-a_2-b} \sum_{|k|=0}^{\infty} \frac{(c-a_1-a_2)_{k_1+k_3} (c-b)_{k_1} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(1+c-a_1-a_2-b)_{k_1-k_2} (a_1+a_2)_{k_2} (c-a_1-a_2)_{k_3} k_1! k_2! k_3!} (z_1-1)^{k_1} \left(\frac{z_1-z_2}{1-z_1}\right)^{k_2} z_3^{k_3}, \end{aligned}$$

где величины B_0 и B_1 определяются равенствами

$$B_0 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(c-b-a_1-a_2)}{\Gamma(c-a_1-a_2)\Gamma(c-b)}, \quad B_1 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_1+a_2+b-c)}{\Gamma(a_1+a_2)\Gamma(b)}.$$

Представленные в теоремах 3–5 формулы позволяют аналитически продолжить ряд (3.1) соответственно в области (3.10), (3.12), (3.14) и дают эффективный алгоритм для вычисления интеграла (3.2), когда аргумент (z_1, z_2, z_3) принимает значения в этих областях.

4. ПРИМЕРЫ ПРИМЕНЕНИЯ ТЕОРЕМЫ 2 ДЛЯ СЛУЧАЯ ЧЕТЫРЕХ ПЕРЕМЕННЫХ

В данном разделе продемонстрировано применение теоремы 2 к функции $F_D^{(4)}$, определяемой в поликруге $\mathbb{U}^4 = \{|z_j| < 1, j = \overline{1,4}\}$ с помощью гипергеометрического ряда

$$F_D^{(4)}(a_1, \dots, a_4; b, c; z_1, \dots, z_4) = \sum_{k_1, k_2, k_3=0}^{\infty} \frac{(b)_{k_1+\dots+k_4} (a_1)_{k_1} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3} (a_4)_{k_4}}{(c)_{k_1+\dots+k_4} k_1! k_2! k_3! k_4!} z_1^{k_1} z_2^{k_2} z_3^{k_3} z_4^{k_4}, \tag{4.1}$$

и представимой в области $\mathbb{L}^4 = \{(z_1, \dots, z_4) \in \mathbb{C}^N : |\arg(1 - z_j)| < \pi, j = \overline{1,4}\}$ в виде интеграла типа Эйлера (см. [1]):

$$F_D^{(4)}(a_1, \dots, a_4; b, c; z_1, \dots, z_4) = \frac{\Gamma(c)}{\Gamma(b)\Gamma(c-b)} \int_0^1 t^{b-1} (1-t)^{c-b-1} \prod_{j=1}^4 (1-tz_j)^{-a_j} dt. \tag{4.2}$$

Ниже в данном разделе будем использовать обозначения $\mathbf{z} = (z_1, \dots, z_4)$, $\mathbf{a} = (a_1, \dots, a_4)$, $\mathbf{k} = (k_1, \dots, k_4)$, $|\mathbf{k}| = \sum_{s=1}^4 k_s$. В следующих пп. 4.1–4.3 построены формулы аналитического продолжения в окрестность точек $(1, 1, \infty, \infty)$, $(1, 1, 1, \infty)$, $(1, \infty, \infty, \infty)$, адекватно представляющие функцию (4.1) и позволяющие эффективно вычислять интеграл (4.2) вблизи гиперплоскостей вида $\{z_k = z_j\}$ и их пересечений.

4.1. Продолжение функции $F_D^{(4)}$ в окрестность точки $(1, 1, \infty, \infty)$, соответствующее $z_1 = z_2$ и $z_3 = z_4$

Предположим, что переменные z_1, z_2, z_3, z_4 функции Лауричеллы $F_D^{(4)}$ образуют две группы, в первую из которых входят z_1 и z_2 , а во вторую — z_3 и z_4 . Тогда согласно (2.19), (2.20) используемые в теореме 2 числа q, p_s , а также параметры и переменные функции Лауричеллы (3.1), (3.2) определяются следующими соотношениями:

$$q = 2, \quad v = 1, \quad p_1 = p_2 = 2, \quad p_3 = 0, \quad z_1^{(1)} = z_1, \quad z_2^{(1)} = z_2, \quad z_1^{(2)} = z_3, \quad z_2^{(2)} = z_4, \quad (4.3)$$

$$a_1^{(1)} = a_1, \quad a_2^{(1)} = a_2, \quad a_1^{(2)} = a_3, \quad a_2^{(2)} = a_4, \quad k_1^{(1)} = k_1, \quad k_2^{(1)} = k_2, \quad k_1^{(2)} = k_3, \quad k_2^{(2)} = k_4.$$

Применяя теорему 2, построим формулу продолжения функции $F_D^{(3)}$, справедливую вблизи гиперплоскостей

$$\mathcal{M}_{1,2} := \{z_1 = z_2\}, \quad \mathcal{M}_{3,4} := \{z_3 = z_4\}, \quad (4.4)$$

для случая переменных z_1, z_2 , близких к единице, и больших по модулю переменных z_3, z_4 . Подставляя (4.3) в (2.43)–(2.45), находим выражения для коэффициентов рядов (2.40)–(2.42):

$$\Xi_0(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{\left(1 - c + \sum_{s=1}^4 a_s\right)_{k_3} (a_1 + a_2)_{k_1+k_2} (a_3 + a_4)_{k_3+k_4} (a_2)_{k_2} (a_4)_{k_4}}{(1 + a_1 + a_2 + b - c)_{k_1+k_2} (1 - b + a_3 + a_4)_{k_3-k_1-k_2} (a_1 + a_2)_{k_2} (a_3 + a_4)_{k_4} k_1! k_2! k_3! k_4!}, \quad (4.5)$$

$$\Xi_1(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(c - b)_{k_1} \left(1 + \sum_{s=1}^4 a_s - c\right)_{k_3} (a_3 + a_4)_{k_3+k_4} (a_2)_{k_2} (a_4)_{k_4}}{\left(1 + c - a_1 - a_2 - b\right)_{k_1-k_2} (a_1 + a_2)_{k_2} \left(1 + \sum_{s=1}^4 a_s - c\right)_{k_3-k_1} k_1! k_2! k_3! k_4!}, \quad (4.6)$$

$$\Xi_2(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(b)_{\sum_{s=1}^4 k_s} (1 - c + a_1 + a_2 + b)_{k_1+k_2+k_3} (a_1 + a_2)_{k_1+k_2} (a_2)_{k_2} (a_4)_{k_4}}{(1 + b - a_3 - a_4)_{k_1+k_2+k_3} (a_3 + a_4)_{k_4} (1 - c + a_1 + a_2 + b)_{k_1+k_2} (a_1 + a_2)_{k_2} k_1! k_2! k_3! k_4!}. \quad (4.7)$$

По формулам (2.46)–(2.48) находим

$$Z_0^{(1)} = (z_1 - 1, z_2 - z_1), \quad Z_0^{(2)} = \left(\frac{1}{z_3}, \frac{z_3 - z_4}{z_3}\right), \quad Z_1^{(1)} = \left(1 - z_1, \frac{z_1 - z_2}{1 - z_1}\right), \quad (4.8)$$

$$Z_1^{(2)} = \left(\frac{1}{z_3}, \frac{z_3 - z_4}{z_3}\right), \quad Z_2^{(1)} = \left(\frac{z_1 - 1}{z_3}, \frac{z_2 - z_1}{z_3}\right), \quad Z_2^{(2)} = \left(\frac{1}{z_3}, \frac{z_3 - z_4}{z_3}\right),$$

а согласно (2.49) выражения для коэффициентов B_0, B_1 и B_2 имеют вид

$$B_0 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(c - b - a_1 - a_2)\Gamma(b - a_3 - a_4)}{\Gamma(b)\Gamma(c - \sum_{s=1}^4 a_s)\Gamma(c - b)}, \quad (4.9)$$

$$B_1 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_1 + a_2 + b - c)}{\Gamma(a_1 + a_2)\Gamma(b)}, \quad B_2 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_3 + a_4 - b)}{\Gamma(a_3 + a_4)\Gamma(c - b)}.$$

Далее, учитывая соотношения (4.3)–(4.9), из теоремы 2 получаем следующее утверждение, позволяющее аналитически продолжить функцию Лауричеллы $F_D^{(3)}$ в окрестность пересечения особых гиперплоскостей (4.4), т.е. в ситуации кроудинга пар переменных z_1, z_2 и z_3, z_4 , для случая близких к единице z_1, z_2 и больших по модулю z_3, z_4 .

Теорема 6. Если ни одно из чисел $c - b - a_1 - a_2$ и $b - a_3 - a_4$ не является целым, то в области

$$\{\mathbf{z} \in \mathbb{C}^4 : |z_2 - z_1| < |1 - z_1| < 1, |z_3| > 1 + |1 - z_1| + |z_1 - z_2| + |z_3 - z_4|, |\arg(1 - z_1)| < \pi, |\arg(-z_3)| < \pi\}$$

функция Лауричеллы $F_D^{(4)}$ представима в следующем виде:

$$\begin{aligned}
 F_D^{(4)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) &= B_0(-z_3)^{-a_3-a_4} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_0(\mathbf{k})(z_1-1)^{k_1}(z_2-z_1)^{k_2} z_3^{-k_3} \left(\frac{z_3-z_4}{z_4}\right)^{k_4} + \\
 &+ B_1(1-z_1)^{c-a_1-a_2-b} (-z_3)^{-a_3-a_4} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_1(\mathbf{k})(1-z_1)^{k_1} \left(\frac{z_1-z_2}{1-z_1}\right)^{k_2} z_3^{-k_3} \left(\frac{z_3-z_4}{z_4}\right)^{k_4} + \\
 &+ B_2(-z_3)^{-b} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_2(\mathbf{k}) \left(\frac{z_1-1}{z_3}\right)^{k_1} \left(\frac{z_2-z_1}{z_3}\right)^{k_2} z_3^{-k_3} \left(\frac{z_3-z_4}{z_4}\right)^{k_4},
 \end{aligned}$$

где, напомним, $\mathbf{k} = (k_1, \dots, k_4)$, $|\mathbf{k}| = \sum_{s=1}^4 k_s$, коэффициенты Ξ_0 , Ξ_1 и Ξ_2 определяются равенствами (4.5)–(4.7), а величины B_0 , B_1 и B_2 – равенствами (4.9).

4.2. Продолжение функции $F_D^{(4)}$ в окрестность точки $(1, \infty, \infty, \infty)$, соответствующее $z_2 = z_3 = z_4$

Предположим, что переменные z_1, z_2, z_3, z_4 функции Лауричеллы $F_D^{(4)}$ образуют две группы, в первую из которых входит только z_1 , а во вторую – z_2, z_3 и z_4 . Тогда согласно (2.19), (2.20) используемые в теореме 2 числа q, p_s , а также параметры и переменные функции Лауричеллы (3.1), (3.2) определяются следующими соотношениями:

$$\begin{aligned}
 q = 2, \quad v = 1, \quad p_1 = 1, \quad p_2 = 3, \quad p_3 = 0, \quad z_1^{(1)} = z_1, \quad z_1^{(2)} = z_2, \quad z_2^{(2)} = z_3, \quad z_3^{(2)} = z_4, \\
 a_1^{(1)} = a_1, \quad a_1^{(2)} = a_2, \quad a_2^{(2)} = a_3, \quad a_3^{(2)} = a_4, \quad k_1^{(1)} = k_1, \quad k_1^{(2)} = k_2, \quad k_2^{(2)} = k_3, \quad k_3^{(2)} = k_4.
 \end{aligned} \tag{4.10}$$

Применяя теорему 2, построим формулу продолжения функции $F_D^{(4)}$, справедливую вблизи пересечения гиперплоскостей

$$\mathcal{M}_{2,3} := \{z_2 = z_3\}, \quad \mathcal{M}_{3,4} := \{z_3 = z_4\}, \tag{4.11}$$

для случая переменных z_1 , близких к единице, и больших по модулю переменных z_2, z_3, z_4 . Подставляя (4.3) в (2.43)–(2.45), находим выражения для коэффициентов рядов (2.40)–(2.42):

$$\Xi_0(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{\left(1 - c + \sum_{s=1}^4 a_s\right)_{k_2} (a_1)_{k_1} (a_2 + a_3 + a_4)_{k_2+k_3+k_4} (a_3)_{k_3} (a_4)_{k_4}}{(1 + a_1 + b - c)_{k_1} (1 - b + a_2 + a_3 + a_4)_{k_2-k_1} (a_2 + a_3 + a_4)_{k_3+k_4} k_1! k_2! k_3! k_4!}, \tag{4.12}$$

$$\Xi_1(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(c - b)_{k_1} \left(1 + \sum_{s=1}^4 a_s - c\right)_{k_2} (a_2 + a_3 + a_4)_{k_2+k_3+k_4} (a_3)_{k_2} (a_4)_{k_4}}{(1 + c - a_1 - b)_{k_1} \left(1 + \sum_{s=1}^4 a_s - c\right)_{k_2-k_1} (a_2 + a_3 + a_4)_{k_3+k_4} k_1! k_2! k_3! k_4!}, \tag{4.13}$$

$$\Xi_2(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(b)_{|\mathbf{k}|} (1 - c + a_1 + b)_{k_1+k_2} (a_1)_{k_1} (a_3)_{k_3} (a_4)_{k_4}}{(1 + b - a_2 - a_3 - a_4)_{k_1+k_2} (a_2 + a_3 + a_4)_{k_3+k_4} (1 - c + a_1 + b)_{k_1} k_1! k_2! k_3! k_4!}. \tag{4.14}$$

По формулам (2.46)–(2.48) находим

$$\begin{aligned}
 Z_0^{(1)} = (z_1 - 1), \quad Z_0^{(2)} = \left(\frac{1}{z_2}, \frac{z_2 - z_3}{z_2}, \frac{z_2 - z_4}{z_2}\right), \quad Z_1^{(1)} = (1 - z_1), \quad Z_1^{(2)} = \left(\frac{1}{z_2}, \frac{z_2 - z_3}{z_2}, \frac{z_2 - z_4}{z_2}\right), \\
 Z_2^{(1)} = \left(\frac{z_1 - 1}{z_2}\right), \quad Z_2^{(2)} = \left(\frac{1}{z_2}, \frac{z_2 - z_3}{z_2}, \frac{z_2 - z_4}{z_2}\right),
 \end{aligned} \tag{4.15}$$

а согласно (2.49) выражения для коэффициентов B_0, B_1 и B_2 имеют вид

$$\begin{aligned}
 B_0 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(c-b-a_1)\Gamma(b-a_2-a_3-a_4)}{\Gamma(b)\Gamma\left(c-\sum_{s=1}^4 a_s\right)\Gamma(c-b)}, \\
 B_1 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_1+b-c)}{\Gamma(a_1)\Gamma(b)}, \quad B_2 = \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_2+a_3+a_4-b)}{\Gamma(a_2+a_3+a_4)\Gamma(c-b)}.
 \end{aligned}
 \tag{4.16}$$

Далее, учитывая соотношения (4.3)–(4.9), из теоремы 2 получаем следующее утверждение, позволяющее аналитически продолжить функцию Лауричеллы $F_D^{(4)}$ в окрестность пересечения особых гиперплоскостей (4.11), т.е. в ситуации кроудинга переменных z_2, z_3 и z_4 , для случая близких к единице переменных z_1 и больших по модулю z_2, z_3, z_4 .

Теорема 7. *Если ни одно из чисел $c-b-a_1$ и $b-a_2-a_3-a_4$ не является целым, то в области*

$$\{z \in \mathbb{C}^4 : |1-z_1| < 1, |z_2| > 1 + |1-z_1| + |z_2-z_j|, j = 3, 4; |\arg(1-z_1)| < \pi, |\arg(-z_3)| < \pi\}$$

функция Лауричеллы $F_D^{(4)}$ представима в следующем виде:

$$\begin{aligned}
 F_D^{(4)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) &= B_0(-z_2)^{-a_2-a_3-a_4} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_0(\mathbf{k})(z_1-1)^{k_1} z_2^{-k_2} \left(\frac{z_2-z_3}{z_2}\right)^{k_2} \left(\frac{z_2-z_4}{z_2}\right)^{k_4} + \\
 &+ B_1(1-z_1)^{c-a_1-b} (-z_2)^{-a_2-a_3-a_4} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_1(\mathbf{k})(1-z_1)^{k_1} z_2^{-k_2} \left(\frac{z_2-z_3}{z_2}\right)^{k_2} \left(\frac{z_2-z_4}{z_2}\right)^{k_4} + \\
 &+ B_2(-z_2)^{-b} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_2(\mathbf{k}) \left(\frac{z_1-1}{z_2}\right)^{k_1} z_2^{-k_2} \left(\frac{z_2-z_3}{z_2}\right)^{k_2} \left(\frac{z_2-z_4}{z_2}\right)^{k_4},
 \end{aligned}$$

где, напомним, $\mathbf{k} = (k_1, \dots, k_4)$, $|\mathbf{k}| = \sum_{s=1}^4 k_s$, коэффициенты Ξ_0, Ξ_1 и Ξ_2 определяются равенствами (4.12)–(4.14), а величины B_0, B_1 и B_2 – равенствами (4.16).

4.3. Продолжение функции $F_D^{(4)}$ в окрестность точки $(1, 1, 1, \infty)$, соответствующее $z_1 = z_2 = z_3$

Предположим, что переменные z_1, z_2, z_3, z_4 функции Лауричеллы $F_D^{(4)}$ образуют две группы, в первую из которых входят z_1, z_2 и z_3 , а во вторую – только z_4 . Тогда согласно (2.19), (2.20) используемые в теореме 2 числа q, p_s , а также параметры и переменные функции Лауричеллы (3.1), (3.2) определяются следующими соотношениями:

$$\begin{aligned}
 q = 2, \quad v = 1, \quad p_1 = 3, \quad p_2 = 1, \quad p_3 = 0, \quad z_1^{(1)} = z_1, \quad z_2^{(1)} = z_2, \quad z_3^{(1)} = z_3, \quad z_4^{(2)} = z_4, \\
 a_1^{(1)} = a_1, \quad a_2^{(1)} = a_2, \quad a_3^{(1)} = a_3, \quad a_4^{(2)} = a_4, \quad k_1^{(1)} = k_1, \quad k_2^{(1)} = k_2, \quad k_3^{(1)} = k_3, \quad k_4^{(2)} = k_4.
 \end{aligned}
 \tag{4.17}$$

Применяя теорему 2, построим формулу продолжения функции $F_D^{(4)}$, справедливую вблизи пересечения гиперплоскостей

$$\mathcal{M}_{1,2} := \{z_1 = z_2\}, \quad \mathcal{M}_{2,3} := \{z_2 = z_3\},
 \tag{4.18}$$

для случая переменных z_1, z_2, z_3 , близких к единице, и больших по модулю переменных z_4 . Подставляя (4.3) в (2.43)–(2.45), находим выражения для коэффициентов рядов (2.40)–(2.42):

$$\Xi_0(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{\left(1-c+\sum_{s=1}^4 a_s\right)_{k_4} (a_1+a_2+a_3)_{k_1+k_2+k_3} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3} (a_4)_{k_4}}{(1+a_1+a_2+a_3+b-c)_{k_1+k_2+k_3} (1-b+a_4)_{k_4-k_1-k_2-k_3} (a_1+a_2+a_3)_{k_2+k_3} k_1! k_2! k_3! k_4!},
 \tag{4.19}$$

$$\Xi_1(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(c - b)_{k_1} \left(1 + \sum_{s=1}^4 a_s - c \right)_{k_4} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3} (a_4)_{k_4}}{(1 + c - a_1 - a_2 - a_3 - b)_{k_1 - k_2 - k_3} (a_2 + a_3 + a_4)_{k_2 + k_3} \left(1 + \sum_{s=1}^4 a_s - c \right)_{k_4 - k_1} k_1! k_2! k_3! k_4!}, \quad (4.20)$$

$$\Xi_2(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{k}) = \frac{(b)_{|\mathbf{k}|} (1 - c + a_1 + a_2 + a_3 + b)_{|\mathbf{k}|} (a_1 + a_2 + a_3)_{k_1 + k_2 + k_3} (a_2)_{k_2} (a_3)_{k_3}}{(1 + b - a_4)_{|\mathbf{k}|} (1 - c + a_1 + a_2 + a_3 + b)_{k_1 + k_2 + k_3} (a_1 + a_2 + a_3)_{k_2 + k_3} k_1! k_2! k_3! k_4!}. \quad (4.21)$$

По формулам (2.46)–(2.48) находим

$$\begin{aligned} Z_0^{(1)} &= (z_1 - 1, z_2 - z_1, z_3 - z_1), & Z_0^{(2)} &= \left(\frac{1}{z_4} \right), & Z_1^{(1)} &= \left(1 - z_1, \frac{z_1 - z_2}{1 - z_1}, \frac{z_1 - z_3}{1 - z_1} \right), & Z_1^{(2)} &= \left(\frac{1}{z_4} \right), \\ Z_2^{(1)} &= \left(\frac{1 - z_1}{z_4}, \frac{z_2 - z_1}{z_4}, \frac{z_3 - z_1}{z_4} \right), & Z_2^{(2)} &= \left(\frac{1}{z_4} \right), \end{aligned} \quad (4.22)$$

а согласно (2.49) выражения для коэффициентов B_0 , B_1 и B_2 имеют вид

$$\begin{aligned} B_0 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(c - b - a_1 - a_2 - a_3)\Gamma(b - a_4)}{\Gamma(b)\Gamma\left(c - \sum_{s=1}^4 a_s\right)\Gamma(c - b)}, \\ B_1 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_1 + a_2 + a_3 + b - c)}{\Gamma(a_1 + a_2 + a_3)\Gamma(b)}, & B_2 &= \frac{\Gamma(c)\Gamma(a_4 - b)}{\Gamma(a_4)\Gamma(c - b)}. \end{aligned} \quad (4.23)$$

Далее, учитывая соотношения (4.19)–(4.23), из теоремы 2 получаем следующее утверждение, позволяющее аналитически продолжить функцию Лауричеллы $F_D^{(4)}$ в окрестность пересечения особых гиперплоскостей (4.18), т.е. в ситуации кроудинга переменных z_1 , z_2 и z_3 , для случая, когда они близки к единице, а переменное z_4 имеет большой модуль.

Теорема 8. *Если ни одно из чисел $c - b - a_1 - a_2 - a_3$ и $b - a_4$ не является целым, то в области*

$$\{z \in \mathbb{C}^4 : |z_1 - z_j| < |1 - z_1| < 1, |z_4| > 1 + |1 - z_1| + |z_1 - z_j|, j = 2, 3; |\arg(1 - z_1)| < \pi, |\arg(-z_4)| < \pi\}$$

функция Лауричеллы $F_D^{(4)}$ представима в следующем виде:

$$\begin{aligned} F_D^{(4)}(\mathbf{a}; b, c; \mathbf{z}) &= B_0(-z_4)^{-a_4} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_0(\mathbf{k}) (z_1 - 1)^{k_1} (z_2 - z_1)^{k_2} (z_3 - z_1)^{k_3} z_4^{-k_4} + \\ &+ B_1(1 - z_1)^{c - a_1 - a_2 - a_3 - b} (-z_4)^{-a_4} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_1(\mathbf{k}) (1 - z_1)^{k_1} \left(\frac{z_1 - z_2}{1 - z_1} \right)^{k_2} \left(\frac{z_1 - z_3}{1 - z_1} \right)^{k_3} z_4^{-k_4} + \\ &+ B_2(-z_4)^{-b} \sum_{|\mathbf{k}|=0}^{\infty} \Xi_2(\mathbf{k}) \left(\frac{z_1 - 1}{z_4} \right)^{k_1} \left(\frac{z_2 - z_1}{z_4} \right)^{k_2} \left(\frac{z_3 - z_1}{z_4} \right)^{k_3} z_4^{-k_4}, \end{aligned}$$

где, напомним, $\mathbf{k} = (k_1, \dots, k_4)$, $|\mathbf{k}| = \sum_{s=1}^4 k_s$, коэффициенты Ξ_0 , Ξ_1 и Ξ_2 определяются равенствами (4.19)–(4.21), а величины B_0 , B_1 и B_2 – равенствами (4.23).

Представления функций $F_D^{(3)}$ и $F_D^{(4)}$, найденные в теоремах 3–8, демонстрируют, что теоремы 1, 2 дают эффективный алгоритм для построения формул аналитического продолжения функции Лауричеллы (1.1). Полученные в результате применения теорем 1, 2 формулы дают эффективный алгоритм для вычисления интегралов типа Эйлера (1.7) вне области сходимости степенного ряда (1.1), которым она исходно определена. Таким образом, результаты настоящей работы могут быть востребованы при решении прикладных проблем, где возникают ряды вида (1.1), интегралы (1.7) или системы уравнений с частными производными (1.8). Одним из перспективных приложений, полученных в теоремах 2–8 представлений для функции Лаури-

челлы, является проблема “кроудинга” параметров интеграла Кристоффеля–Шварца, возникающая при построении конформного отображения многоугольников.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Exton H.* Multiple hypergeometric functions and application. New York: John Wiley & Sons, Inc, 1976.
2. *Гельфанд И.М., Граев М.И., Ретак В.С.* Общие гипергеометрические системы уравнений и ряды гипергеометрического типа // Успехи матем. наук. 1992. Т. 47. Вып. 4(286). С. 3–82.
3. *Iwasaki K., Kimura H., Shimomura Sh., Yoshida M.* From Gauss to Painlevé: a modern theory of special functions. Aspects of Mathematics. Vol. E16. Braunschweig: Friedrich Vieweg & Sohn, 1991.
4. *Aomoto K., Kita M.* Theory of Hypergeometric Functions. Springer monographs in mathematics. Tokyo, Dordrecht, Heidelberg: Springer, 2011.
5. *Akerblom N., Flohr M.* Explicit formulas for the scalar modes in Seiberg–Witten theory with an application to the Argyres–Douglas point. J. High Energy Phys. 2005. V. 2. № 057. P. 24.
6. *Holzappel R.-P., Uludag A.M., Yoshida M.* Arithmetic and geometry around hypergeometric functions. Progr. Math. V. 260. Basel: Birkhäuser Verlag, 2007.
7. *Тарасов О.В.* Применение функциональных уравнений для вычисления фейнмановских интегралов // Теор. и матем. физ. 2019. Т. 200. № 2. С. 324–342.
8. *Безродных С.И.* Гипергеометрическая функция Лауричеллы $F_D^{(N)}$, задача Римана–Гильберта и некоторые приложения // Успехи матем. наук. 2018. Т. 73. № 6 (444). С. 3–94.
9. *Brychkov Yu.A., Savischenko N.V.* Application of hypergeometric functions of two variables in wireless communication theory // Lobachevskii J. of Math. 2019. V. 40. № 7. P. 938–953.
10. *Berge J., Massey R., Baghi Q., Touboul P.* Exponential shapelets: basis functions for data analysis of isolated feature // Month. Not. Royal Astron. Soc. 2019. V. 486. № 1. P. 544–559.
11. *Bezrodnykh S.I., Vlasov V.I.* Asymptotics of the Riemann–Hilbert problem for the Somov model of magnetic reconnection of long shock waves // Math. Not. 2021. V. 110. Iss. 6. P. 853–871.
12. *Власов В.И., Скороходов С.Л.* Аналитическое решение задачи о кавитационном обтекании клина. II // Ж. вычисл. мат. и матем. физ. 2021. Т. 61. № 11. С. 1873–1893.
13. *Lauricella G.* Sulle funzioni ipergeometriche a piu variabili // Rendiconti Circ. Math. Palermo. 1893. V. 7. P. 111–158.
14. *Бейтмен Г., Эрдейи А.* Высшие трансцендентные функции. Гипергеометрическая функция. Функции Лежандра. М.: Наука, 1973.
15. *Уиттекер Э.Т., Ватсон Дж.Н.* Курс современного анализа. Т. 2. М.: Эдиториал УРСС, 2002.
16. *Bezrodnykh S.I.* Analytic continuation of the Lauricella function $F_D^{(N)}$ with arbitrary number of variables. Integral Transforms and Special Functions. 2018. V. 29. № 1. P. 21–42.
17. *Bezrodnykh S.I.* Analytic continuation of Lauricella’s function $F_D^{(N)}$ for large in modulo variables near hyperplanes $\{z_j = z_j\}$ // Integral Transforms and Special Functions. 2021. Publ. online. <https://doi.org/10.1080/10652469.2021.1929206>
18. *Bezrodnykh S.I.* Analytic continuation of Lauricella’s function $F_D^{(N)}$ for variables close to unit near hyperplanes $\{z_j = z_j\}$ // Integral Transforms and Special Functions. 2021. Publ. online. <https://doi.org/10.1080/10652469.2021.1939329>
19. *Henrici P.* Applied and Computational Complex Analysis. Vol. 1–3. New York: John Wiley and Sons, 1991.
20. *Trefethen L.N.* Numerical construction of conformal maps Appendix to: E.B. Saff, A.D. Snider, “Fundamentals of Complex Analysis for Mathematics, Science, and Engineering”. New York, Prentice Hall, 1993.
21. *Kythe P.K.* Computational conformal mapping. Birkhäuser, 1998.
22. *Власов В.И., Скороходов С.Л.* Метод мультиполей для задачи Дирихле в двусвязных областях сложной формы. I. Общее описание метода // Ж. вычисл. матем. и матем. физ. 2000. Т. 40. № 11. С. 1633–1647.
23. *Безродных С.И., Власов В.И.* Задача Римана–Гильберта в сложной области для модели магнитного пересоединения в плазме // Ж. вычисл. матем. и матем. физ. 2002. Т. 42. № 3. С. 277–312.
24. *Trefethen L.N., Driscoll T.A.* Schwarz–Christoffel transformation. Cambridge: Cambridge Univer. Press, 2005.
25. *Banjai L.* Revisiting the crowding phenomenon in Schwarz–Christoffel mapping // SIAM J. Sci. Comput. 2008. V. 30. № 2. P. 618–636.
26. *Paramichael N., Stylianopoulos N.* Numerical conformal mapping. Domain decomposition and the mapping of quadrilaterals. Hackensack, NJ World Sci. Publ. Co. Pte. Ltd. 2010, xii+pp.
27. *Садыков Т.М., Цух А.К.* Гипергеометрические и алгебраические функции многих переменных. М.: Наука, 2014.
28. *Bezrodnykh S.I.* Analytic continuation of the Horn hypergeometric series with an arbitrary number of variables // Integral Transforms and Spec Functions. 2020. V. 31. № 10. P. 788–803.

29. *Fox F.* The asymptotic expansion of hypergeometric functions // Proc. London Math. Soc. 1928. V. 27. № 2. P. 389–400.
30. *Wright E.M.* The asymptotic expansion of hypergeometric functions // Proc. London Math. Soc. 1935. V. 10. № 4. P. 286–293.
31. *Bezrodnykh S.I.* Analytic continuation of the Kampé de Fériet function and the general double Horn series // Integral Transforms and Special Functions. 2022. <https://doi.org/10.1080/10652469.2022.2056601>
32. *Безродных С.И.* Формулы аналитического продолжения функций Горна двух переменных // Ж. вычисл. матем. и матем. физ. 2022. Т. 62. № 6. С. 912–932.
33. *Brychkov Yu.A., Savischenko N.V.* On some formulas for the Horn functions $H_5(a, b, c; w, z)$ and $H_5^c(a; c; w, z)$ // Integral Transforms and Special Functions. 2021. Publ. online. <https://doi.org/10.1080/10652469.2021.1938026>
34. *Brychkov Yu.A., Savischenko N.V.* On some formulas for the Horn functions $H_6(a, b, b', w, z)$ and $H_8^{(c)}(a, b; w, z)$ // Integral Transforms and Special Functions. 2021. Publ. online. <https://doi.org/10.1080/10652469.2021.2017427>
35. *Ananthanarayan B., Beraay S., Friot S., Marichev O., Pathak T.* On the evaluation of the Appell F_2 double hypergeometric function. 2021; arXiv:2111.05798v1
36. *Brychkov Yu.A., Savischenko N.V.* On some formulas for the Horn function $H_7(a, b, b'; c; w, z)$ // Integral Transforms and Special Functions. 2021. Publ. online. <https://doi.org/10.1080/10652469.2022.2056600>
37. *Kalmykov M., Bytev V., Kniehl B., Moch S.-O., Ward B., Yost S.* Hypergeometric functions and Feynman diagrams. In: *Blümlein J., Schneider C.* (eds) Anti-Differentiation and the Calculation of Feynman Amplitudes. Texts & Monographs in Symbolic Computation (A Series of the Research Institute for Symbolic Computation, Johannes Kepler University, Linz, Austria). Springer, Cham, 2021.