## ОДНА ТЕОРЕМА УМНОЖЕНИЯ ОБОБШЕННЫХ ГИПЕРГЕОМЕТРИЧЕСКИХ ФУНКЦИЙ

В работах [2—5] с помощью теории представлений групп получены многие свойства гипергеометрической функции Гаусса [1] и интегралы, ее содержащие. В настоящей работе теория представлений групп применяется для вывода одной теоремы умножения обобщенных гипергеометрических функций типа  $_{n+1}F_n$ , которые при n=1 переходят в функцию Гаусса. Пояснение используемых терминов можно найти в монографии [2].

 $\Pi$ усть G — группа верхних треугольных матриц порядков 2n+4, на диагоналях которых стоят единицы, а на первых строках, кроме единицы, находятся еще 2n+3 произвольных комплексных чисел  $\alpha_1, \ldots, \alpha_n$  $eta_1, \dots, eta_n, a, b, c$ . Все остальные элементы матриц полагаются равными

нулю. Итак,

тде  $\alpha = (\alpha_1, \ldots, \alpha_n)$ ,  $\beta = (\beta_1, \ldots, \beta_n)$ . Пусть D — пространство бесконечно дифференцируемых финитных функций от n+1 переменных  $f(y_1,\ldots,y_n,y)$ , равных нулю в окрестности нуля, а  $D^*$  — пространство функций  $F(\lambda_1, \ldots, \lambda_n, \lambda)$ , являющихся преобразованием Меллина функций  $f(y_1, \ldots, y_n, y)$ .

$$F(\lambda_1, \ldots, \lambda_n, \lambda) = \int_0^\infty \ldots \int_0^\infty y_1^{\lambda_1 - 1} \ldots y_n^{\lambda_n - 1} y^{\lambda_{n-1}} f(y_1, \ldots, y_n, y) \times dy_1 \ldots dy_n dy.$$
(2)

Как известно, формула обращения (2) имеет вид

$$f(y_1, \ldots, y_n, y) = \frac{1}{(2\pi i)^{n+1}} \int_{\mathbb{P}^{-i\infty}}^{\mathbb{P}^{+i\infty}} y_1^{-\lambda_1} \ldots y_n^{-\lambda_n} y^{-\lambda} F(\lambda_1, \ldots, \lambda_n, \lambda) \times d\lambda_1 \ldots d\lambda_n d\lambda,$$
(3)

где  $\rho = (\rho_1, \ldots, \rho_{n+1}) \in \mathbb{R}^{n+1}$ .

Рассмотрим представления T(g) группы G в пространстве D, задаваемые следующим образом:

$$T(g) f(y_1, ..., y_n, y) = y^c \prod_{i=1}^n [y_i^{\alpha_i} (y_i + 1)^{-\alpha_i - \beta_i}] \exp \times \left(-ay \prod_{i=1}^n \frac{y_i}{y_i + 1} - by\right) f(y_1, ..., y_n, y).$$
(4)

В пространстве  $D^*$  они соответствуют представлениям Q(g):

$$Q(g) F(\lambda_{1}, \ldots, \lambda_{n}, \lambda) = \int_{0}^{\infty} \ldots \int_{0}^{\infty} y^{c+\lambda-1} \prod_{i=1}^{n} \left[ y^{\alpha_{i}+\lambda_{i}-1} \left( y_{i}+1 \right) - \alpha_{i}-\beta_{i} \right] \times$$

$$\times \exp\left(-ay \prod_{i=1}^{n} \frac{y_{i}}{y_{i}+1} - by \right) \cdot \frac{1}{(2\pi i)^{n+1}} \int_{\rho-i\infty}^{\rho+i\infty} y^{-\mu} \prod_{i=1}^{n} y_{i}^{-\mu_{i}} \times$$

$$\times F(\mu_{1}, \ldots, \mu_{n}, \mu) d\mu_{1} \ldots d\mu_{n} d\mu dy_{1} \ldots dy_{n} dy. \tag{5}$$

Если интеграл (5) сходится абсолютно, то представления Q(g) являются интегральными операторами вида

$$Q(g) F(\lambda_1, \ldots, \lambda_n, \lambda) = \int_{\rho - i\infty}^{\rho + i\infty} K(\lambda_1, \ldots, \lambda_n, \lambda; \mu_1, \ldots, \mu_n, \mu; g) \times F(\mu_1, \ldots, \mu_n, \mu) d\mu_1 \ldots d\mu_n d\mu,$$
(6)

где

$$K(\lambda_{1}, \ldots, \lambda_{n}, \lambda; \mu_{1}, \ldots, \mu_{n}, \mu; g) = \frac{1}{(2\pi)^{n+1}} \int_{0}^{\infty} \ldots \int_{0}^{\infty} y^{c+\lambda-\mu-1} \times \prod_{i=1}^{n} [y_{i}^{\alpha} i^{+\lambda} i^{-\mu} i^{-1} (y_{i}+1)^{-\alpha} i^{-\beta} i] \exp\left(-ay \prod_{i=1}^{n} \frac{y_{i}}{y_{i}+1} - by\right) dy_{1} \ldots dy_{n} dy.$$
 (7)

Непосредственное вычисление этого интеграла дает значение

$$K(\lambda_{1}, \ldots, \lambda_{n}, \lambda; \mu_{1}, \ldots, \mu_{n}, \mu; g) = \frac{\Gamma(c + \lambda - \mu)}{(2\pi i)^{n+1} b^{c+\lambda-\mu}} \times \frac{\prod_{i=1}^{n} B(\alpha_{i} + \lambda_{i} - \mu_{i}, \beta_{i} + \mu_{i} - \lambda_{i})_{n+1} F_{n}(\alpha_{1} + \lambda_{1} - \mu_{1}, \ldots, \alpha_{n} + \lambda_{n} - \mu_{n}, \alpha_{n} + \mu_{n} - \lambda_{n}, \alpha_{n} + \mu_{n} - \mu_{n}, \alpha_{n} + \mu_{n} - \mu_{n} - \mu_{n}, \alpha_{n} + \mu_{n} - \mu_{n}, \alpha_{n} + \mu_{n} - \mu_{n} - \mu_{n}, \alpha_{n} + \mu_{n} - \mu_{n}$$

при условиях: Reb > 0, Rea > 0, Re $(a_i + \lambda_i - \mu_i) > 0$ , Re $(\beta_i + \mu_i - \lambda_i) > 0$ , Re $(c + \lambda - \mu) > 0$ ,  $i = \overline{1, n}$ .

Из формулы Q(g'g) = Q(g') Q(g) следует тождество

$$\int_{\varrho-i\infty}^{\varrho+i\infty} K(\lambda_1, \ldots, \lambda_n, \lambda; \mu_1, \ldots, \mu_n, \mu; g'g) F(\mu_1, \ldots, \mu_n, \mu) d\mu_1 \ldots d\mu_n d\mu =$$

$$= \int_{\rho'-i\infty}^{\rho'+i\infty} K(\lambda_1, \ldots, \lambda_n, \lambda; x_1, \ldots, x_n, x; g') dx_1 \ldots dx_n dx \times$$

$$\times \int_{\rho-i\infty}^{\rho+i\infty} K(x_1, \ldots, x_n, x; \mu_1, \ldots, \mu_n, \mu; g) F(\mu_1, \ldots, \mu_n, \mu) d\mu_1 \ldots d\mu_n d\mu. (9)$$

Если интегралы в (9) абсолютно сходятся, то имеем

$$K(\lambda_{1}, \ldots, \lambda_{n}, \lambda; \mu_{1}, \ldots, \mu_{n}, \mu; g'g) = \int_{\rho'-i\infty}^{\rho'+i\infty} K(\lambda_{1}, \ldots, \lambda_{n}, \lambda; x_{1}, \ldots, x_{n}, x; g') K(x_{1}, \ldots, x_{n}, x; \mu_{1}, \ldots, \mu_{n}, \mu; g) dx_{1} \ldots dx_{n} dx.$$
 (10)

Заменив в (10) значения K(g), K(g'), K(g'g) по формуле (8), где  $g=g(\alpha, \beta; a, b, c)$ ,  $g'=g(\alpha', \beta'; a', b', c')$ ,  $g'g=g(\alpha+\alpha', \beta+\beta'; a+a', b+b', c+c')$ , получим соотношение

$$\frac{1}{(2\pi i)^{n+1}} \int_{\rho'-i\infty}^{\rho'+i\infty} \frac{\Gamma(c'+\lambda-x)\Gamma(c+x-\mu)}{b'^{c'+\lambda-x}b^{c+x-\mu}} \prod_{i=1}^{n} B(\lambda_{i}-x_{i}+\alpha'_{i}, \beta'_{i}-\lambda_{i}+x_{i}) \times \\
\times \prod_{i=1}^{n} B(\alpha_{i}+x_{i}-\mu_{i}, \beta_{i}+\mu_{i}-x_{i})_{n+1} F_{n}\left(\alpha'_{1}+\lambda_{1}-x_{1}, \ldots, \alpha'_{n}+\lambda_{n}-x_{n}; c'+\lambda-x; \beta'_{1}+x_{1}-\lambda_{1}, \ldots, \beta'_{n}+x_{n}-\lambda_{n}; -\frac{a'}{b'}\right)_{n+1} F_{n}\left(\alpha_{1}+x_{1}-\mu_{1}, \ldots, \alpha_{n}+x_{n}-\mu_{n}, c+x-\mu; \beta_{1}+\mu_{1}-x_{1}, \ldots, \beta_{n}+\mu_{n}-x_{n}; -\frac{a}{b}\right) \times$$

$$\times dx_{1} \dots dx_{n} dx = \frac{\Gamma(c+c'+\lambda-\mu)}{(b+b')^{c+c'+\lambda-\mu}} \prod_{i=1}^{n} B(\alpha_{i}+\alpha_{i}'+\lambda_{i}-\mu_{i}, \ \beta_{i}+\beta_{i}'+\mu_{i}-\mu_{i}) + \Gamma_{n} \left(\alpha_{1}+\alpha_{1}'+\lambda_{1}-\mu_{1}, \dots, \alpha_{n}+\alpha_{n}'+\lambda_{n}-\mu_{n}, c+c'+\lambda-\mu; \beta_{1}+\beta_{1}'+\mu_{1}-\lambda_{1}, \dots, \beta_{n}+\beta_{n}'+\mu_{n}-\lambda_{n}; -\frac{\alpha+\alpha'}{b+b'}\right),$$

$$(11)$$

которое будет справедливо при условиях  $\operatorname{Re} a$ ,  $\operatorname{Re} a' \geqslant 0$ ,  $\operatorname{Re} b' > 0$ ;  $\operatorname{Re} (a'_i + \lambda_i - x_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta'_i + x_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\alpha_i + x_i - \mu_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + x_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$ ,  $\operatorname{Re} (\beta_i + \lambda_i - \lambda_i) > 0$  $+\mu_i-x_i)>0$ , Re $(c'+\lambda-x)>0$ , Re $(c+x-\mu)>0$ ,  $i=\overline{1,n}$ . Положив в (11)  $\rho'=\overline{1,n}$ =0 и заменив  $c'+\lambda$ , с— $\mu$ ,  $\alpha_i+\lambda_i$ ,  $\beta_i-\lambda$ ,  $\alpha_i-\mu_i$ ,  $\beta_i+\mu_i$ ,  $x_i$  соответственно на  $\lambda$ ,  $\lambda'$   $\lambda_i$ ,  $\lambda'_i$ ,  $\mu_i$ ,  $\mu'_i$ ,  $ix_i$ , окончательно получим следующую теорему умножения обобщенных гипергеометрических функций  $_{n+1}\,F_n$ :

$$\left(\frac{-1}{2\pi}\right)^{n+1} \int_{-\infty}^{\infty} \dots \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\Gamma(\lambda - ix) \Gamma(\lambda + ix)}{b'^{\lambda - ix} b^{\lambda' + ix}} \prod_{i=1}^{n} \left[ B\left(\lambda_{i} - ix_{i}, \lambda_{i}' + ix\right) B(\mu_{i} + ix, \mu_{i}' - ix_{i}) \right]_{n+1} F_{n} \left(\lambda_{1} - ix_{1}, \dots, \lambda_{n} - ix_{n}, \lambda - ix; \lambda_{1}' + ix_{1}, \dots, \lambda_{n}' + ix_{n}; -\frac{a'}{b'} \right) \times \\ \times_{n+1} F_{n} \left(\mu_{1} + ix_{1}, \dots, \mu_{n} + ix_{n}, \lambda' + ix; \mu_{1}' - ix_{1}, \dots, \mu_{n}' - ix_{n}; -\frac{a}{b} \right) \times \\ \times dx_{1} \dots dx_{n} dx = \frac{\Gamma(\lambda + \lambda')}{(b + b')^{\lambda + \lambda'}} \prod_{i=1}^{n} B\left(\lambda_{i} + \mu_{i}, \lambda_{i}' + \mu_{i}'\right)_{n+1} F_{n} \times \\ \times \left(\lambda_{1} + \mu_{1}, \dots, \lambda_{n} + \mu_{n}, \lambda + \lambda'; \lambda_{1}' + \mu_{1}', \dots, \lambda_{n}' + \mu_{n}'; -\frac{a + a'}{b + b'} \right),$$
 (12)   
где Rea, Rea'  $\geqslant 0$ ; Reb, Reb', Re\lambda, Re\lambda', Re\lambda\_{i}, Re\lambda\_{i}, Re\lambda\_{i}', Re\lambda\_{i}'

Автор выражает глубокую благодарность доценту О. И. Маричеву за внимание к работе.

## Список литературы

- 1. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. М., 1965. T. 1.— C. 296.
- 2. Виленкин Н. Я. Специальные функции и теория представлений групп. М.,
- 5.— С. 568. 3. Виленкин Н. Я. // Матем. сб.— 1964.— Т. 64 (106).— № 4.— С. 497. 4. Виленкин Н. Я. Там же.— Т. 65 (107).— № 1.— С. 28. 5. Miller W. Jr. Lie Theory and Special Functions.— New York, 1968.— Р. 338.

Поступила в редакцию 02.07.84.

УДК 539.3:534.1

## В. И. ПРУСОВ

## РЕШЕНИЕ ПЕРВОЙ И ВТОРОЙ ОСНОВНЫХ ДИНАМИЧЕСКИХ ЗАДАЧ для бесконечной изотропной полосы

Построена математическая модель распространения упругих волн в однородной изотропной полосе, опирающейся на абсолютно жесткое основание \*. Предполагалось, что объемными силами являются силы инерции, силы сопротивления и восстанавливающие силы. Общие формулы представлены в виде, позволяющем получать решения основных граничных задач методом сопряжения.

<sup>\*</sup> Ю. В. В асилевич, В. И. Прусов. Об одном представлении общих формул упругих колебаний однородной изотронной полосы. — Рукопись деп. в БелНИИНТИ. — № 902 Бе-Д84.—Деп. от. 20.06.84.