

Специальные функции в аналитической теории чисел

Д.А. Фроленков

Математический институт имени В.А.Стеклова РАН

4 апреля 2025 г.

Какие спец. функции встречаются в ТЧ

$$\Gamma(z) = \int_0^{\infty} e^{-x} x^{z-1} dx, \quad J_{\nu}(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n (z/2)^{\nu+2n}}{\Gamma(n+1)\Gamma(n+1+\nu)},$$

$$I_{\nu}(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(z/2)^{\nu+2n}}{\Gamma(n+1)\Gamma(n+1+\nu)} \left(\frac{z}{2}\right)^{\nu+2n}, \quad K_{\nu}(z) = \frac{\pi}{\nu} \frac{I_{-\nu}(z) - I_{\nu}(z)}{\sin \pi \nu}.$$

$${}_2F_1(a, b, c; z) = \frac{\Gamma(c)}{\Gamma(a)\Gamma(b)} \sum_{j=0}^{\infty} \frac{\Gamma(a+j)\Gamma(b+j)}{\Gamma(c+j)j!} z^j.$$

$${}_pF_q \left(\begin{matrix} a_1, a_2, \dots, a_p \\ b_1, b_2, \dots, b_q \end{matrix}; z \right) = \frac{\Gamma(b_1) \cdots \Gamma(b_q)}{\Gamma(a_1) \cdots \Gamma(a_p)} \sum_{j=0}^{\infty} \frac{\Gamma(a_1+j) \cdots \Gamma(a_p+j)}{\Gamma(b_1+j) \cdots \Gamma(b_q+j)j!} z^j,$$

функции Эйри, Уиттакера, различные ортогональные многочлены и их обобщения (функции Лежандра и т.п.) и т.д.

Где и как они возникают? Формула Пуассона

Определим преобразования Фурье и Меллина следующим образом

$$\tilde{f}(y) := \int_{-\infty}^{\infty} f(x)e(-xy)dx, \quad \hat{f}(s) := \int_0^{\infty} f(x)x^{s-1}dx.$$

Классический вариант формулы Пуассона

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} f(n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \tilde{f}(m)$$

можно обобщить следующим образом. Пусть $a : \mathbb{N} \rightarrow \mathbb{C}$ функция с периодом q , т.е. $\forall n, q, m$ выполнено $a(n + qm) = a(n)$

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} a(n)F\left(\frac{n}{N}\right) = \frac{N}{q} \sum_{m=-\infty}^{\infty} \tilde{F}\left(\frac{mN}{q}\right) \sum_{\beta \pmod{q}} a(\beta)e\left(\frac{m\beta}{q}\right).$$

Определим дзета-функции Лерха

$$\zeta(\alpha, \beta, s) = \sum_{n+\alpha>0} \frac{e(n\beta)}{(n+\alpha)^s}$$

Где и как они возникают? Формула Пуассона

$$\zeta(\alpha, 0, s) = \frac{\Gamma(1-s)}{(2\pi)^{1-s}} \left(-ie\left(\frac{s}{4}\right) \zeta(0, \alpha, 1-s) + ie\left(-\frac{s}{4}\right) \zeta(0, -\alpha, 1-s) \right).$$

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{\infty} a(n) F\left(\frac{n}{N}\right) &= \frac{N}{q} F(1) \sum_{\beta(\bmod q)} a(\beta) + \sum_{\pm} \sum_{m=1}^{\infty} \frac{\mp i}{m} \left(\sum_{\beta(\bmod q)} a(\beta) e\left(\frac{\pm m\beta}{q}\right) \right) \\ &\quad \times \frac{1}{2\pi i} \int_{(c)} \hat{F}(s) \Gamma(1-s) \left(\frac{2\pi mN}{q}\right)^s e(\pm s/4) ds. \end{aligned}$$

Можно показать, что

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) e\left(-\frac{mN}{q}x\right) dx = \frac{1}{2\pi i} \int_{(c)} \hat{F}(s) \Gamma(1-s) \left(\frac{2\pi imN}{q}\right)^{s-1} ds.$$

Где и как они возникают? Формула Вороного

Для $\nu \in \mathbb{C}$ определим

$$\tau_\nu(n) = \sum_{n_1 n_2 = n} \left(\frac{n_1}{n_2} \right)^\nu = n^{-\nu} \sigma_{2\nu}(n), \quad (1)$$

$$k_0(x, \nu) = \frac{J_{-2\nu}(x) - J_{2\nu}(x)}{2 \sin(\pi\nu)}, \quad k_1(x, \nu) = \frac{2}{\pi} \cos(\pi\nu) K_{2\nu}(x).$$

Тогда для взаимно простых c и d выполнено

$$\begin{aligned} \frac{4\pi}{c} \sum_{n=1}^{\infty} \tau_\nu(n) e\left(\frac{nd}{c}\right) \phi\left(\frac{4\pi\sqrt{n}}{c}\right) &= \\ &= 2 \frac{\zeta(1+2\nu)}{(4\pi)^{1+2\nu}} \hat{\phi}(2+2\nu) + 2 \frac{\zeta(1-2\nu)}{(4\pi)^{1-2\nu}} \hat{\phi}(2-2\nu) \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} \tau_\nu(n) \int_0^\infty \left(e\left(-\frac{nd^*}{c}\right) k_0(x\sqrt{n}, \nu) + e\left(\frac{nd^*}{c}\right) k_1(x\sqrt{n}, \nu) \right) \phi(x) x dx. \end{aligned}$$

Из свойств функций Бесселя следует, что

$$(k_0(\sqrt{x}, \nu)\sqrt{x})'' = \frac{\nu^2 - 1 - x}{4x^2} k_0(\sqrt{x}, \nu)\sqrt{x},$$

$$(k_1(\sqrt{x}, \nu)\sqrt{x})'' = \frac{\nu^2 - 1 + x}{4x^2} k_1(\sqrt{x}, \nu)\sqrt{x},$$

$$(x^\nu J_\nu(x))' = x^\nu J_{\nu-1}(x), \quad (x^\nu K_\nu(x))' = -x^\nu K_{\nu-1}(x)$$

Обозначая через B_ν либо $J_\nu(x)$, либо $K_\nu(x)$, получаем

$$(\alpha\sqrt{x})^\nu B_\nu(\alpha\sqrt{x}) = \pm \frac{2}{\alpha^2} \frac{d}{dx} ((\alpha\sqrt{x})^{\nu+1} B_{\nu+1}(\alpha\sqrt{x}))$$

Следовательно,

$$\int_0^\infty F(x) B_\nu(\alpha\sqrt{x}) = \pm \left(\frac{2}{\alpha}\right)^j \int_0^\infty \frac{d^j}{dx^j} \left(F(x) x^{-\nu/2}\right) x^{(\nu+j)/2} B_{\nu+j}(\alpha\sqrt{x}) dx.$$

Как оценивать осциллирующие интегралы

Если $g(x)/f'(x)$ -монотонна и $|f'(x)/g(x)| \geq m$,

$$\int_a^b g(x)e^{if(x)} dx \ll m^{-1}.$$

Если $g(x)/f'(x)$ -монотонна и $|f''(x)| \geq r$, $|g(x)| \leq M$,

$$\int_a^b g(x)e^{if(x)} dx \ll \frac{M}{\sqrt{r}}.$$

Лемма (Blomer-Khan-Young)

Пусть $w(x), f(x)$ – гладкие функции с носителем $[a, b]$ и пусть при $i \geq 2, j \geq 0$

$$|f'(x)| \gg R, \quad f^{(i)}(x) \ll \frac{Y}{Q^i}, \quad w^{(j)}(x) \ll \frac{Z}{U^j},$$

тогда для любого $A > 0$ выполнено

$$\int_a^b w(x)e^{if(x)} dx \ll (b-a)Z \left(\frac{Y}{R^2 Q^2} + \frac{1}{RQ} + \frac{1}{RU} \right)^A.$$

Метод перевала. Blomer-Khan-Young

Пусть $0 < \delta < 1/10$, $X, Y, V, V_1, Q > 0$, $Z := Q + X + Y + V_1 + 1$. Пусть $w(x), f(x)$ – гладкие функции на интервале J длины V_1 . Пусть существует единственная точка $t_0 \in J$ $f'(t_0) = 0$ и пусть $i \geq 2, j \geq 0$

$$|f''(x)| \gg \frac{Y}{Q^2}, \quad f^{(i)}(x) \ll \frac{Y}{Q^i}, \quad w^{(j)}(x) \ll \frac{X}{V^j}, \quad Y \geq Z^{3\delta}, \quad V_1 \geq \frac{QZ^{\delta/2}}{\sqrt{Y}}.$$

тогда для любого $A > 0$ выполнено

$$\int_{-\infty}^{\infty} w(x) e^{if(x)} dx = \frac{e^{if(t_0)}}{\sqrt{|f''(t_0)|}} \sum_{n \leq 3A/\delta} p_n(t_0) + O_{A,\delta}(Z^{-A})$$

$$p_n(t_0) = \frac{\sqrt{2\pi} e^{\pi i/4}}{n!} \left(\frac{i}{2f''(t_0)} \right)^n G^{(2n)}(t_0)$$

$$G(t) = w(t) e^{iH(t)}, \quad H(t) = f(t) - f(t_0) - \frac{1}{2} f''(t_0) (t - t_0)^2,$$

$$\frac{d^j}{dt_0^j} p_n(t_0) \ll X (V^{-j} + Q^{-j}) \left((V^2 Y / Q^2)^{-n} + Y^{-n/3} \right)$$

Метод перевала Мскее-Sun-Ye

Пусть $g(x), f(x)$ – гладкие функции на интервале $[\alpha, \beta]$, пусть существует единственная точка $\gamma \in [\alpha, \beta]$ $f'(\gamma) = 0, f''(\gamma) > 0$. Пусть $H_1(x) = \frac{g(x)}{2\pi i f'(x)}$ и для $2 \leq i \leq 2n+3, 0 \leq j \leq 2n+1$

$$|f''(x)| \gg \frac{T}{M^2}, \quad f^{(i)}(x) \ll \frac{T}{M^i}, \quad g^{(j)}(x) \ll \frac{U}{N^j}, \quad H_k(x) = -\frac{H'_{k-1}(x)}{2\pi i f'(x)},$$

тогда выполнено

$$\begin{aligned} \int_{\alpha}^{\beta} g(x) e(f(x)) dx &= \frac{e(f(\gamma))}{\sqrt{f''(\gamma)}} \left(g(\gamma) + \sum_{j=1}^n \omega_j \frac{(-1)^j (2j-1)!!}{(4\pi i f''(\gamma))^j} \right) + \\ &+ O \left(\frac{UM^{2n+5}}{NT^{n+2}} \sum_{i \leq j \leq (n+1)/2} \left(\frac{1}{(\gamma - \alpha)^{n+2+j}} + \frac{1}{(\beta - \gamma)^{n+2+j}} \right) \sum_{k=j}^{n+1-j} \frac{1}{N^{n+1-j-k} M^k} \right) + \\ &+ \left(e(f(x)) \sum_{j=1}^n H_j(x) \right) \Big|_{\alpha}^{\beta} + O \left(\frac{UM^{2n+2}}{T^{n+1} N^{2n+1}} + \frac{UM}{T^{n+1}} \right) + \dots \end{aligned}$$

Определение

Семейство гладких функций $\{\omega_T\}_{T \in F}$ с носителями на произведении диадических интервалов в \mathbb{R}^d называется X -инертным, если для любого $j = (j_1, \dots, j_d) \in \mathbb{Z}_{\geq 0}^d$ выполнено

$$\sup_T \sup_{(x_1, \dots, x_d) \in \mathbb{R}_{>0}^d} X_T^{-j_1 - \dots - j_d} \left| x_1^{j_1} \cdot \dots \cdot x_d^{j_d} \omega_T^{(j_1, \dots, j_d)}(x_1, \dots, x_d) \right| < \infty,$$

$$с X = X_T : F \rightarrow \mathbb{R}_{>1}$$

- $\{\omega\left(\frac{x_1}{X_1}, \dots, \frac{x_d}{X_d}\right)\}$ является 1-инертным;
- $\{e^{i\lambda_1 x_1 + \dots + i\lambda_d x_d} \omega\left(\frac{x_1}{X_1}, \dots, \frac{x_d}{X_d}\right)\}$ $1 + \max(|\lambda_1|X_1, \dots, |\lambda_d|X_d)$ -инертно;
- $\{\omega_T\}_{T \in F}$ X -инертно, $\{\nu_{T'}\}_{T' \in F'}$ Y -инертно, тогда $\{\omega_T \nu_{T'}\}_{(T, T') \in F \times F'}$ $\max(X_T, Y_{T'})$ -инертно

Инертные функции и метод перевала

Пусть $\{w_T\}_{T \in F}$ X -инертно, $x_i \asymp X_i$, $x_1 = X_1 f\left(\frac{x_2}{X_2}, \dots, \frac{x_d}{X_d}\right)$

$$W_T = w_T \left(X_1 f\left(\frac{x_2}{X_2}, \dots, \frac{x_d}{X_d}\right), x_2, \dots, x_d \right)$$

тогда $\{W_T\}_{T \in F}$ X -инертно.

Теорема

Пусть $\{w_T\}_{T \in F}$ X -инертно, $t_1 \asymp Z$, $t_i \asymp X_i$ при $i = 2, \dots, d$. Пусть

$$\frac{\partial^{a_1 + \dots + a_d}}{\partial t_1^{a_1} \dots \partial t_d^{a_d}} \phi(t_1, \dots, t_d) \ll \frac{Y}{Z^{a_1} X_2^{a_2} \dots X_d^{a_d}}, \quad \frac{\partial^2}{\partial t_1^2} \phi(t_1, \dots, t_d) \gg \frac{Y}{Z^2},$$

и существует единственная t_0 -точка перевала $\frac{\partial}{\partial t_1} \phi(t_1, \dots, t_d)|_{t_0} = 0$. Если $Y/X^2 \geq R \geq 1$, то существует X -инертное семейство $\{W_T\}$ такое, что

$$\int_{-\infty}^{\infty} w_T(t_1, \dots, t_d) e^{i\phi(t_1, \dots, t_d)} dt_1 = \frac{Z}{\sqrt{Y}} e^{i\phi(t_0, t_2, \dots, t_d)} W_T(t_2, \dots, t_d) + O\left(\frac{Z}{R^A}\right)$$

Следствие

Пусть $\{w_T(t)\}_{T \in F}$ X -инертно, $t \asymp Z$, $w^{(j)}(t) \ll (X/Z)^j$, $\phi^{(j)}(t) \ll Y/Z^j$ и $Y/X^2 > R > 1$.

1 если $\phi''(t) \gg Y/Z^2$ и $\phi'(t_0) = 0$, то

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} w_T(t) e^{i\phi(t)} dt = \frac{e^{i\phi(t_0)}}{\sqrt{\phi''(t_0)}} F_T(t_0) + O(Z/R^A)$$

$\{F_T\}$ - X инертно.

2 если $|\phi'(t)| \gg Y/Z$, то $I \ll Z/R^A$.

Пусть $\{w_T\}$ X -инертно, $X \ll q^\epsilon$ и $tX_1X_2X_3 \gg q^\delta$

$$\begin{aligned} \int_{R^3} w_T(x_1, x_2, x_3) e(-tx_1x_2x_3 + \lambda_1x_1 + \lambda_2x_2 + \lambda_3x_3) dx_1 dx_2 dx_3 = \\ = \frac{X_1X_2X_3}{(tX_1X_2X_3)^{3/2}} e\left(2\sqrt{\frac{\lambda_1\lambda_2\lambda_3}{t}}\right) w_T(\cdot) + O(q^{-A}) \end{aligned}$$

Метод перевала: слияние особенностей.

$$\begin{aligned} {}_2F_1(1/4 + ir(1 - \alpha), 3/4 + ir(1 - \alpha), 1 + 2ir; z) &= \\ &= \frac{\Gamma(1 + 2ir)}{\Gamma(3/4 + ir(1 - \alpha))\Gamma(1/4 + ir(1 + \alpha))} \int_0^1 \frac{y^{-1/4} \exp(irf(\alpha, y))}{(1 - y)^{3/4}(1 - zy)^{1/4}} dy, \\ f(\alpha, y) &= (1 - \alpha) \log y + (1 + \alpha) \log(1 - y) - (1 - \alpha) \log(1 - zy). \end{aligned}$$

точки перевала (решения $\frac{\partial}{\partial y} f(\alpha, y) = 0$) $y_{\pm} = \frac{1 \pm \sqrt{1 - (1 - \alpha^2)z}}{(1 + \alpha)z}$. При $z \rightarrow 1$ и $\alpha \rightarrow 0$ обе точки y_+ и y_- стремятся к граничной точке и склеиваются при $z = 1, \alpha = 0$.

$$\begin{aligned} {}_2F_1(1/4 + ir(1 - \alpha), 3/4 + ir(1 - \alpha), 1 + 2ir; z) &= \\ &= \frac{(1 - z)^{-1/4 - ir(1 - \alpha)} (1 + Y)^{-2ir} \Gamma(1 + 2ir)}{\Gamma(1/2 + 2ir\alpha) \Gamma(1/2 + 2ir(1 - \alpha))} \int_0^{\infty} e^{2ir(-x + \alpha \log q(x))} \frac{dx}{\sqrt{q(x)}}, \\ q(x) &= (1 - e^{-x}) ((Y + 1)e^x - Y), \quad Y = \frac{1 - \sqrt{1 - z}}{2\sqrt{1 - z}}. \end{aligned}$$

Метод перевала Темме.

Определим $w := 2ir$, $\lambda := \alpha w = 2it$, тогда

$$\int_0^{\infty} e^{-w(x - \alpha \log q(x))} \frac{dx}{\sqrt{q(x)}} = \int_0^{\infty} q(x)^{\lambda-1} e^{-wx} \sqrt{q(x)} dx.$$

Совершим замена переменных $x - \alpha \log q(x) = t - \alpha \log t + A(\alpha)$, переводящую $x = 0$ в $t = 0$, $x = x_0$ в $t = \alpha$ и $x = +\infty$ в $t = +\infty$.

$$\int_0^{\infty} e^{-w(x - \alpha \log q(x))} \frac{dx}{\sqrt{q(x)}} = e^{-wA(\alpha)} \int_0^{\infty} e^{-w(t - \alpha \log t)} f(t) \frac{dt}{t}, \quad f(t) = \frac{t}{\sqrt{q(x)}} \frac{dx}{dt}$$

$$A(\alpha) = x_0 - \alpha \log q(x_0) - \alpha + \alpha \log \alpha.$$

$$f(t) = f(\alpha) + (f(t) - f(\alpha)), \quad \tilde{f}_1(t) = t \left(\frac{f(t) - f(\alpha)}{t - \alpha} \right)'$$

$$\int_0^{\infty} e^{-w(t - \alpha \log t)} f(t) \frac{dt}{t} = f(\alpha) \frac{\Gamma(\lambda)}{w^\lambda} + \frac{1}{z} \int_0^{\infty} e^{-w(t - \alpha \log t)} \tilde{f}_1(t) \frac{dt}{t}.$$

Метод перевала: слияние особенностей.

$$F_2(r, \alpha, y) := \frac{\Gamma(1/4 + ir(1 - \alpha))\Gamma(1/4 - ir(1 + \alpha))}{\Gamma(1/2)} \times \\ \times {}_2F_1(1/4 + ir(1 - \alpha), 1/4 - ir(1 + \alpha), 1/2; x).$$

При $\alpha = 0$ асимптотика для данной функции на основе K -функции Бесселя была получена Khwaja-Daalhuis с помощью модификации метода перевала. Их метод при $\alpha \neq 0$ приводит к интегралу со следующей функцией в экспоненте

$$f(t) = \log\left(1 + \frac{1-x}{t}\right) - (1+\alpha)\log(1+t) + \alpha\log(t(t+1-x)).$$

Точки перевала

$$t_{\pm} = \frac{x - (1 - \alpha) \pm \sqrt{x(x - 1 + \alpha^2)}}{1 - \alpha}.$$

При $x > 1 - \alpha^2$ эти точки действительны, при $0 < x < 1 - \alpha^2$ нет.

Следовательно, функция $F_2(r, \alpha, x)$ имеет разное поведение при $x < 1 - \alpha^2$ и при $x > 1 - \alpha^2$. Вообще вид $f(t)$ сильно отличается для $x \lesseqgtr 1 - \alpha^2$.

При $x > 1 - \alpha^2$ график $f(t)$ похож на график кубического многочлена и значит для изучения $F_2(r, \alpha, x)$ надо использовать функции Эйри. При $x < 1 - \alpha^2$ график функции $f(t)$ подсказывает, что надо использовать функции Бесселя.

$$Y_r(x) = x^{1/4}(1-x)^{1/2-ir\alpha} {}_2F_1(1/4 + ir(1-\alpha), 1/4 - ir(1+\alpha), 1/2; x)$$

$$Y_r''(x) = ((2r)^2 f(\alpha, x) + g(\alpha, x)) Y_r(x),$$

$$f(\alpha, x) = \frac{1 - \alpha^2 - x}{4x(1-x)^2}, \quad g(\alpha, x) = -\frac{1}{4(1-x)^2} - \frac{3}{16x^2(1-x)}.$$

Д.У. характеризуется наличием полюса второго порядка $x = 1$ и точки поворота $x = 1 - \alpha^2$, которые сливаются при $\alpha \rightarrow 0$. Асимптотические свойства решений таких ДУ были исследованы в работах [Boyd-Dunster \(1986\)](#) и [Dunster \(1990\), \(2013\)](#). Оказывается, что асимптотические разложения выписываются с помощью функций Бесселя $K_{2ir\alpha}(\cdot)$ и $\tilde{I}_{2ir\alpha}(\cdot)$, которые в свою очередь аппроксимируются функциями Эйри.

Спасибо за внимание!