# Преобразования Ханкеля целого порядка и связанные с ними степенные ряды

#### А.В. Киселев

Отдел теоретической физики НИЦ «Курчатовский институт» - ИФВЭ

The Ramanujan J.: статья принята к публикации

Семинар ОТФ, 8 сентября 2020 года



### «Слеп физик без математики»



## План рассказа

- Парциальные волны и преобразование Ханкеля. Асимтотический ряд.
- Постановка задачи.
- Мастер-теорема Рамануджана и ее обобщение.
- Представление преобразования Ханкеля целого порядка в виде абсолютно и равномерно сходящегося ряда.
- 🛛 Примеры
- Заключение

#### Разложение амплитуды по парциальным волнам

$$A(s,t) = 16\pi \sum_{l=0}^{\infty} (2l+1)A_l(s)P_l(\cos\theta)$$

Последние имеют асимптотику

$$A_l(s)\big|_{l,s\to\infty} = f(s)\exp(-2lm/\sqrt{s})$$

При малых углах рассеяния  $\theta = \frac{2q}{\sqrt{s}} = \frac{bq}{l}$ 

$$P_l(\cos\theta)\big|_{\theta\ll 1} = P_l\bigg(\cos\frac{bq}{l}\bigg)\Big|_{l\gg 1}$$

Используем формулу:  $\lim_{\nu\to\infty}\left[\nu^{\mu}P_{\nu}^{-\mu}\left(\cos\frac{x}{\nu}\right)\right]=J_{\mu}(x)\quad (x>0)$ 

$$16\pi \sum_{l=l_0\gg 1}^{\infty} (2l+1)A_l(s)P_l(\cos\theta) = 8\pi s \int_{b_0(s)}^{\infty} dbb A(b,s)J_0(qb)$$

#### Эйкональное приближение для амплитуды

$$A(s,t) = 4\pi i s \int_{0}^{\infty} dbb \left[1 - e^{i\chi(b,s)}\right] J_0(qb) .$$

#### Связь эйкональной функции с Борновской амплитудой

$$\chi(s,b) = \frac{1}{4\pi s} \int_0^\infty dq q J_0(qb) A_B(s,q) \longrightarrow A_B(s,q) = 4\pi s \int_0^\infty dbb J_0(qb) \chi(s,b) .$$

#### Асимптотика эйкональной функции

$$|\chi(b,s)||_{\substack{s\gg m^2\\bm\gg 1}}=2f(s)\exp(-bm)$$

#### ограничивает выбор Борновской амплитуды

## Преобразование Ханкеля порядка у

$$H_{\nu}[f(x)](q) = \int_{0}^{\infty} x f(x) J_{\nu}(qx) dx$$

Функция f(x) непрерывна или кусочно – непрерывна с конечными скачками

и интеграл 
$$\int_{0}^{\infty} x^{1/2} |f(x)| dx$$
 конечен

#### **q-зависимость?**

Первое формальное (без доказательства сходимости) разложение  $H_0[f(x)](q)$  в степенной ряд (Willis, 1948)

$$\int_{0}^{\infty} f(x) J_{0}(qx) dx = \frac{f(0)}{q} - \frac{1}{2} \frac{f^{(2)}(0)}{q^{3}} + \frac{1}{2^{2}} \frac{3}{2!} \frac{f^{(4)}(0)}{q^{5}} + \dots$$

В ряде работ были получены асимптотические ряды для  $H_v[f(x)](q)$  для больших значений параметра q при различных условиях на поведение функции f(x):

Hsu(1961), Slonovski (1968), Handelsman (1971), Mackinnon (1972), Wong (1976), Soni (1982) и др.

Можно ли сопоставить преобразованию Ханкеля  $H_v[f(x)](q)$  не асимптотический, но абсолютно и равномерно сходящийся ряд?

Какие при этом следует наложить условия на функцию f(x) и/или ее производные?

Решить данную проблему нам поможет обращение к мастер-теореме Рамануджана

В дальнейшем полагаем v= n ≥ -1 и q>0

Не пора ли, друзья мои, нам замахнуться на Сринивасу, понимаете ли, м-м, нашего Рамануджана?



Рамануджан любил говорить, что формулы ему внушает во сне богиня Намаккаль. Интересно отметить, что действительно он часто, вставая по утрам с кровати, тут же записывал готовые формулы.

$$\sqrt{1 + 2\sqrt{1 + 3\sqrt{1 + 4\sqrt{1 + \dots}}}} = 3.$$

Эту красивую формулу Рамануджан получил еще в школьные годы следующим образом: он написал последовательность очевидных равенств

$$n(n+2) = n\sqrt{1 + (n+1)(n+3)} =$$

$$= n\sqrt{1 + (n+1)\sqrt{1 + (n+2)(n+4)}} = \dots,$$

а затем подставил n=1. Вопрос о законности перехода к пределу Рамануджана не интересовал. Действуя так же, читатель может попробовать самостоятельно получить похожую формулу

$$\sqrt{6 + 2\sqrt{7 + 3\sqrt{8 + 4\sqrt{9 + \dots}}}} = 4.$$

$$\frac{4}{\pi - 2} = 3 + \frac{1 \cdot 3}{5 + \frac{2 \cdot 4}{7 + \frac{3 \cdot 5}{9 + \frac{4 \cdot 6}{11 + \dots}}}}$$

$$e = 3 + \frac{-1}{4 + \frac{-2}{5 + \frac{-3}{6 + \frac{-4}{7 + \dots}}}}$$

$$1+9igg(rac{1}{4}igg)^4+17igg(rac{1 imes 5}{4 imes 8}igg)^4+25igg(rac{1 imes 5 imes 9}{4 imes 8 imes 12}igg)^4+\cdots=rac{2^{rac{3}{2}}}{\pi^{rac{1}{2}}\Gamma^2\left(rac{3}{4}
ight)}$$

$$rac{1}{\pi} = rac{2\sqrt{2}}{99^2} \sum_{k=0}^{\infty} rac{(4k)!}{k!^4} rac{26390k + 1103}{396^{4k}}$$

#### Формула Харди-Рамануджана

(Hardy, Ramanujan, 1918)

Пусть *p*(*n*) есть число разбиений натурального числа *n* на сумму других натуральных чисел

Например, 
$$p(5) = 7$$
:  $\{5\}$ ,  $\{4+1\}$ ,  $\{3+2\}$ ,  $\{3+1+1\}$ ,  $\{2+2+1\}$ ,  $\{2+1+1+1\}$ ,  $\{1+1+1+1+1\}$ 

$$p(n) = \frac{1}{\pi\sqrt{2}} \sum_{k=1}^{\infty} \sqrt{k} A_k(n) \frac{d}{dn} \left( \frac{1}{\sqrt{n - \frac{1}{24}}} \sinh\left[\frac{\pi}{k} \sqrt{\frac{2}{3}\left(n - \frac{1}{24}\right)}\right] \right)$$

$$A_k(n) = \sum_{0 \le m \le k; (m,k)=1} \exp \left[ \pi i \left( s(m,k) - \frac{2mn}{k} \right) \right]$$

где 
$$s(m,k)$$
 есть сумма Дедекинда,  $s(p,q) = \frac{1}{4q} \sum_{r=1}^{q-1} \cot\left(\frac{\pi pr}{q}\right) \cot\left(\frac{\pi r}{q}\right)$ 

**Асимптотика:** 
$$p(n) = \frac{1}{4n\sqrt{3}} \exp\left(\pi\sqrt{\frac{2n}{3}}\right), n \to \infty$$

Семинар ОТФ, 8 сентября 2020 г.

# Связь формулы Харди-Рамануджана со статистической физикой

N — число невзаимодействующих линейных осцилляторов

Е – энергия ансамбля

$$n\hbar\omega = E - \frac{1}{2}N\hbar\omega$$

 $p_N(n)$  - число способов распределить n квантов энергии между N осцилляторами

Предел больших значений n (большой E)

$$p_N(n) \cong p(n) = \frac{1}{4n\sqrt{3}} \exp\left(\pi\sqrt{\frac{2n}{3}}\right)$$

$$\Gamma(E) = \frac{\hbar\omega}{4E\sqrt{3}} \exp\left(\pi\sqrt{\frac{2E}{3\hbar\omega}}\right)$$
 (число микросостояний)

# Вернемся к нашим баранам

## Мастер-теорема Рамануджана

Let  $\varphi(z)$  be analytic (single-valued) function, defined on a half-plane

$$H(\delta) = \{ z \in \mathbb{C} : \Re(z) \geqslant -\delta \}$$

for some  $0 < \delta < 1$ . Suppose that, for some  $A < \pi$ ,  $\varphi(z)$  satisfies the growth condition

$$|\varphi(\sigma + i\tau)| < Ce^{P\sigma + A|\tau|}$$

for all  $z = \sigma + i\tau \in H(\delta)$ . Then the identity

$$\int_{0}^{\infty} x^{s-1} \left[ \varphi(0) - x\varphi(1) + x^{2}\varphi(2) - \ldots \right] dx = \frac{\pi}{\sin(\pi s)} \varphi(-s)$$

holds for all  $0 < \Re(s) < \delta$ .

#### Связь мастер-теоремы с теоремой Карслона

#### Обобщение мастер-теоремы Рамануджана

(A.K., 2019)

Let  $\varphi(z)$  be meromorphic function which obeys the conditions of the Ramanujan master theorem. Suppose that  $\varphi(z)$  has a finite number of poles at the points  $z_i$   $(i=1,2,\ldots N)$  with  $0>\Re \mathfrak{e}(z_i)>-\delta$ . Then

$$\sum_{m=0}^{\infty} (-x)^m \varphi(m) + \pi \sum_{i=1}^{N} \operatorname{Res} \left[ \frac{\varphi(-s) x^{-s}}{\sin(\pi s)}; -z_i \right] = \frac{1}{2i} \int_{a-i\infty}^{a+i\infty} \frac{\varphi(-s)}{\sin(\pi s)} x^{-s} ds ,$$

where  $-\min[\mathfrak{Re}(z_1),\ldots,\mathfrak{Re}(z_N)] < a < \delta$ .

## Преобразование Ханкеля и его степенной ряд

**THEOREM 1**. The Hankel transform of order zero can be presented by an absolutely and uniformly convergent series for q > a > 0

$$\mathcal{H}_0[f(x)](q) = \frac{1}{q^3} \sum_{m=0}^{\infty} (-1)^{m+1} \frac{\Gamma(2m+2)}{\Gamma^2(m+1)} f^{(2m+1)}(0) (2q)^{-2m} ,$$

provided that

- (1)  $f(-x) \neq f(x)$ ;
- (2) f(x) is a regular function at a point x = 0, and its Taylor series has the form

$$f(x) = \sum_{k=0}^{\infty} rac{g^{(k)}(0)}{k!} \, (-x)^k \, ,$$
 Я с дрожью ужаса отворачиваюсь от ваших несчастных проклятых функций,

where  $(-1)^k g^{(k)}(x)$  is the k-th derivative of f(x); у которых нет производных (Ш. Эрмит)

- (3)  $x^{1/2}f(x) \to 0$ , as  $x \to \infty$ ;
- (4)  $g^{(s)}(0)$  is a regular (analytic single-valued) function defined on a halfplane

$$H(\delta) = \{ s \in \mathbb{C} : \Re(s) \geqslant -\delta \}$$

for some  $3/4 < \delta < 1$  and satisfies the growth condition

$$|g^{(s)}(0)| < Ca^{\Re(s)}$$

for some a > 0, and all  $s \in H(\delta)$ .

# Если бы я только имел теоремы! Тогда я мог бы достаточно легко найти доказательства. Б. Риман

#### Доказательство Теоремы 1:

$$\sum_{m=0}^{\infty} (-1)^{m+1} \frac{\Gamma(2m+2)}{\Gamma^2(m+1)} f^{(2m+1)}(0) (2q)^{-2m} = \sum_{m=0}^{\infty} (-1)^m \left(\frac{1}{q^2}\right)^m \varphi(m) ,$$

where

$$\varphi(s) = \frac{\Gamma(2s+2)}{2^{2m}\Gamma^2(s+1)} g^{(2s+1)}(0) .$$

# Далее – применяем мастер-теорему к данной функции φ(s)

#### Преобразование Ханкеля первого порядка

THEOREM 2. The first-order Hankel transform

$$\mathcal{H}_1[f(x)](q) = \int_0^\infty x f(x) J_1(qx) dx$$

can be presented by an absolutely and uniformly convergent series for q > a > 0

$$\mathcal{H}_1[f(x)](q) = \frac{1}{q^2} \sum_{m=0}^{\infty} (-1)^m \frac{\Gamma(2m+2)}{\Gamma^2(m+1)} f^{(2m)}(0) (2q)^{-2m} ,$$

provided that f(x) and its derivatives at x = 0 satisfy conditions (2)-(4) of theorem 1, and the condition  $f(-x) \neq f(x)$  is replaced by the condition  $f(-x) \neq -f(x)$ .

**Док-во:** 
$$\int_{0}^{\infty} x f^{(1)}(x) J_{1}(qx) dx = -q \int_{0}^{\infty} x f(x) J_{0}(qx) dx.$$

#### Преобразование Ханкеля второго порядка

THEOREM 3. The second-order Hankel transform

$$\mathcal{H}_2[f(x)](q) = \int_0^\infty x f(x) J_2(qx) dx$$

can be presented by an absolutely and uniformly convergent series for q > a > 0

$$\mathcal{H}_2[f(x)](q) = \frac{2}{q^2}f(0) + \frac{4}{\pi q^3} \sum_{m=0}^{\infty} (-1)^m \frac{\Gamma(m+5/2)\Gamma(m+1/2)}{\Gamma(2m+2)} f^{(2m+1)}(0) \left(\frac{q}{2}\right)^{-2m}$$

provided that f(x) and its derivatives at x = 0 satisfy all the conditions of theorem 1.

## Для доказательства применим *обобщенную* мастер-теорему, заметив что:

$$\frac{2}{q^2} f(0) = \pi \text{Res}[F(-s) \left(\frac{q}{2}\right)^{2s}, 1/2],$$

where

$$F(s) = \frac{4}{\pi q^3} \frac{\Gamma(s+5/2) \Gamma(s+1/2)}{\Gamma(2s+2)} f^{(2s+1)}(0) .$$

Семинар ОТФ, 8 сентября 2020 г.

#### Преобразование Ханкеля целого порядка п

**THEOREM 4.** The Hankel transform of order  $n \ge -1$  can be presented by an absolutely and uniformly convergent series for q > a > 0

$$\mathcal{H}_n[f(x)](q) = \frac{2}{q^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\Gamma(k/2 + n/2 + 1)}{\Gamma(n/2 - k/2)\Gamma(k+1)} f^{(k)}(0) \left(\frac{q}{2}\right)^{-k},$$

provided that f(x) and its derivatives at x = 0 satisfy all the conditions of theorem 1, except for the condition  $f(-x) \neq f(x)$  which is replaced by the following condition

$$f(-x) \neq \begin{cases} +f(x), & n \text{ even }, \\ -f(x), & n \text{ odd }. \end{cases}$$

# Для доказательства используем усиленный принцип математической индукции:

Рассмотрим последовательность утверждений  $P_1, P_2, P_2, \dots$  Если из предположения, что для любого натурального m все  $P_1, P_2, \dots P_{m-1}$  истинны, следует истинность  $P_m$ , то  $P_n$  истинно для любого натурального  $n \geq 1$ 

В нашем случае P(n) есть утверждение теоремы 4 для преобразования Ханкеля порядка n. Выше было доказано, что оно истинно для n=0, 1 и 2

#### Используем связь «соседних» функций Бесселя

$$(n-1) \int_{0}^{\infty} x f(x) J_{n+1}(qx) dx = (n+1) \int_{0}^{\infty} x f(x) J_{n-1}(qx) dx + \frac{2n}{q} \int_{0}^{\infty} x f^{(1)}(x) J_{n}(qx) dx.$$

Тогда нетрудно показать, что из истинности P(m-1) и P(m) ( $m \ge 2$ ) следует истинность P(m+1)

#### Замечания:

- 1. Теоремы 1 и 2 остаются справедливыми, если  $f^{(2m)}(0) = 0$  для всех m ( $f^{(2m+1)}(0) = 0$  для теоремы 2)
- 2. Если для производных в нуле f<sup>(s)</sup>(0) условие роста не выполнено, ряды становятся асимптотическими
- 3. В пределе больших q,  $H_0[f(x)](q) = O(q^{-2})$ , в то время как  $H_n[f(x)](q) = O(q^{-3})$  для n = -1, 1, 2, ...

## Примеры применения доказанных теорем

#### 1. $n \ge -1$ , $f(x) = \exp(-ax)$ , a > 0

$$I(q) = \int_{0}^{\infty} x e^{-ax} J_n(qx) dx .$$

Since  $f^{(n)}(0) = (-1)^n a^n$ , we get

$$I(q) = \frac{2}{q^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k!} \frac{\Gamma(k/2 + n/2 + 1)}{\Gamma(n/2 - k/2)} \left(-\frac{2a}{q}\right)^k$$
$$= \frac{1}{q^2} \left(n + \frac{\partial}{\partial \ln x}\right) \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k!} \frac{\Gamma(k/2 + n/2)}{\Gamma(n/2 - k/2)} (-2x)^k ,$$

where x = a/q. The series on the second line of this equation is equal to

$$\sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k!} \frac{\Gamma(k/2 + n/2)}{\Gamma(n/2 - k/2)} (-2x)^k = \frac{(\sqrt{1 + x^2} - x)^{n-1}}{\sqrt{1 + x^2}}.$$

This series converges for |x| < 1. As a result, we come to the expression

$$I(q) = \frac{1}{q^2} \left( n + \frac{\partial}{\partial \ln x} \right) \frac{(\sqrt{1+x^2} - x)^{n-1}}{\sqrt{1+x^2}}$$
$$= -\frac{1}{q^2} \frac{\partial}{\partial x} \frac{(\sqrt{1+x^2} - x)^n}{\sqrt{1+x^2}}.$$

# 2. n =0, f(x) = exp(-ax) $I_0(cx)$ , a > c > 0 ( $I_0(z)$ - модифицированная функция Бесселя первого рода)

$$I(q) = \int_{0}^{\infty} x e^{-ax} I_0(cx) J_0(qx) dx$$
,

For odd-order derivatives, we obtain

$$f^{(2m+1)}(0) = -a^{2m+1} \sum_{k=0}^{m} {2m+1 \choose 2k} {2k \choose k} \left(\frac{c^2}{4a^2}\right)^k,$$

that results in

$$I(q) = \frac{a}{q^3} F_4\left(\frac{3}{2}, \frac{3}{2}, \frac{3}{2}, 1, -\frac{a^2}{q^2}, -\frac{c^2}{q^2}\right).$$

Here  $F_4(\alpha, \beta, \gamma, \gamma', x, y)$  is the hypergeometric series of two variables. It is the uniformly and absolutely convergence series for  $\sqrt{|x|} + \sqrt{|y|} < 1$ .

On the other hand, we find in well-known tables of integrals

$$I(q) = \frac{2a}{\pi} \left(\frac{k}{qc}\right)^{3/2} (1 - k^2)^{3/4} \left[2E(k) - K(k)\right],$$

were K(k) and E(k) are the complete elliptic integrals of the first and second kind, respectively, and

$$k = \frac{1}{\sqrt{2}} \left[ 1 - \frac{q^2 + a^2 - c^2}{\sqrt{(q^2 + a^2 - c^2)^2 + 4q^2c^2}} \right]^{1/2}.$$

#### Заключение

- □ Преобразование Ханкеля  $H_n[f(x)](q)$  изучено для целых  $n \ge -1$  и q > 0.
- Доказано, что оно представимо абсолютно и равномерно сходящимся рядом по обратным степеням q, при условии, что f(x) и ее производные удовлетворяют определенным условиям.
- Сформулированные и доказанные теоремы проиллюстрированы рядом примеров.
- Подчеркнем, что в литературе для преобразований Ханкеля представлены лишь асимптотические ряды.

## Спасибо за внимание!





## **Back-up slides**

...да за такие доказательства года на три в Соловки!

М.А. Булгаков. Мастер и Маргарита. Глава 1. Никогда не разговаривайте с незнакомцами

# Ramanujan's nested radical



$$3 = \sqrt{1 + 2\sqrt{1 + 3\sqrt{1 + 4\sqrt{1 + \cdots}}}}$$

S. Ramanujan (1887-1920)

Proof: Define f(x) = x + n + a, so that  $f(x)^2 = ax + (n + a)^2 + xf(x + n)$ . Set a = 0, n = 1, x = 2 and substitute recursively for f(x).