

Асимптотика суммы одного класса графов Фейнмана

Н. Т. Мордовец

1. В в е д е н и е. Исследованию асимптотического поведения амплитуды рассеяния в теории возмущений посвящены многие недавние работы [1—4]. Федербуш и Грисару [1] предложили метод суммирования асимптотических вкладов от плоских графов лестничного типа и сильносвязных графов с блоками несколько более сложного вида. Фукс [2] распространил этот метод на суммирование асимптотических вкладов от сильносвязных графов типа сетки с прямоугольными ячейками. Полкингхорн [3] несколько ранее разработал метод суммирования асимптотических вкладов от графов, составленных из блоков, в которых внутренние линии, соответствующие обменным виртуальным мезонам, пересекаются только с линиями границы графа, соответствующими внешним рассеивающимся частицам, а между собой могут лишь перекрещиваться; при этом сами блоки отделяются друг от друга не менее, чем одной одномезонной линией. Тиктопулос [4] разработал удобный метод для нахождения асимптотики вклада в амплитуду рассеяния от отдельного графа Фейнмана любого порядка непосредственно по топологии данного графа. В работе А. В. Ефремова и О. И. Завьялова для класса графов, не содержащих более одного перекрещивания линий в сходящейся части, разработан метод, позволяющий находить асимптотику отдельного графа и определять вклад от его расходящейся части непосредственно по топологической структуре графа.

В настоящей заметке предлагается метод для нахождения асимптотики суммы графов Фейнмана, принадлежащих определенному классу. Описание рассматриваемого класса графов дается в разделе 2. Там же приводятся все необходимые коэффициентные функции для редуцированных графов. В разделе 3 находится асимптотика суммы графов, откуда следуют явные выражения для функций $P(t)$ и $R(t)$, связанных с траекторией полюсов Редже и вычетами в этих полюсах, управляющих поведением амплитуды рассеяния при больших s . В качестве иллюстрации приводится пример (приложение).

2. О п и с а н и е р а с с м а т р и в а е м о г о к л а с с а г р а ф о в. Пусть имеется произвольная диаграмма Фейнмана с четырьмя внешними линиями. Граф Фейнмана получается из диаграммы отбрасыванием внешних линий. Будем обозначать его буквой Φ .

Назовем t -путем в Φ непрерывную последовательность дуг, такую, что стягивание в точку каждой дуги, принадлежащей этой последовательности, приводит к потере графом его s -зависимости. Длиной t -пути называется число дуг, его составляющих; обозначим ее через q .

Будем называть t -редуцированным графом граф Φ , у которого все t -пути стянуты в точку.

Пусть граф Φ имеет m независимых t -путей. При этом в плоском графе первый и последний из них совпадут с границами графа между внешними его вершинами (2,3) и (1, 4) соответственно (рис. 1).

Тогда рассматриваемый здесь класс графов включает в себя все не содержащие так называемых сингулярных конфигураций [4] плоские сходящиеся графы, длина t -путей которых подчиняется соотношению $Q_1 = Q_m \leq Q_i, i \neq 1, m$. Для таких графов понятие существенных подграфов с индексом сходимости r , который, как показал О. Завьялов [7], является

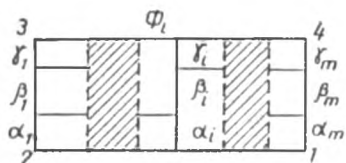


Рис. 1.

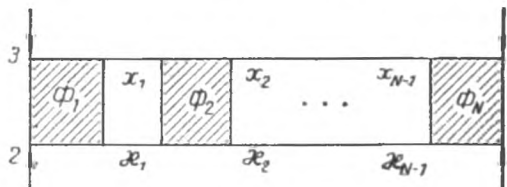


Рис. 2.

более общей характеристикой асимптотики графа, совпадает с используемым здесь понятием t -пути.

N -й вклад в амплитуду рассеяния дает диаграмма, изображенная на рис. 2.

Знаменатель Фейнмана через мандельштамовские переменные s и t можно записать в следующем виде:

$$D = f(x) \cdot s + g(x) \cdot t + \sum_{\mu=1}^l h_{\mu}(x) \cdot p_{\mu}^2 - C(x) \sum_{k=1}^l x_k \cdot m_k^2. \quad (1)$$

Здесь коэффициентные функции задаются формулами [6]:

$$f(x) = \begin{vmatrix} \tilde{C}(x) & \Delta X_{i(2-3)} \\ -\Delta X_{i(1-4)} & 0 \end{vmatrix}, \quad (2)$$

$$g(x) = \begin{vmatrix} C(x) & \Delta X_{i(3-4)} \\ -\Delta X_{i(2-1)} & 0 \end{vmatrix}, \quad (3)$$

$$h_{\mu}^{(x)} = \begin{vmatrix} C(x) & \Delta X_{i(\mu-\nu)} \\ -\Delta X_{i(\mu-\sigma)} & 0 \end{vmatrix} \quad (4)$$

.....

остальные могут быть получены путем циклических перестановок из (μ, ν, ρ, σ) , где $\Delta X_{i(\mu-\nu)}$ — параметры Фейнмана, относящиеся к линиям границы графа между μ -й и ν -й вершинами в пределах i -го контура.

Обозначим через $f_i(x)$, $g_i(x)$, $h_{i\mu}(x)$ и $c_i(x)$ соответствующие коэффициентные функции i -го подграфа.

Используя формулы (2)–(4), можно показать, что для сильносвязного графа (см. рис. 2) коэффициентная функция $f(x)$ факторизуется:

$$f(x) = \prod_{i=1}^N f_i(x) \quad (5)$$

и что для t -редуцированных графов имеют место следующие соотношения:

$$\tilde{G}(x) = \prod_{i=1}^N \tilde{c}_i(x) \prod_{i=1}^{N-1} (x_i - \chi_i), \quad (6)$$

$$\bar{g}(x) = \bar{G}(x) \cdot \left[\sum_{i=1}^{N-1} \frac{\chi_i \cdot \gamma_i}{\chi_i + \gamma_i} + \sum_{i=1}^N \frac{\bar{g}_i(x)}{\bar{c}_i(x)} \right], \quad (7)$$

$$\bar{f}(x) = \bar{h}_{i\mu}(x) = 0, \quad \mu = 1, 2, 3, 4, \quad (8)$$

где волнистая черта над буквой означает, что соответствующая функция относится к t -редуцированному графу.

Заметим, что в случае, когда $m > 2$ и имеются, кроме t_1 - и t_m -путей, еще t -пути, проходящие внутри подграфа Φ_i , с длиной $q = q_1 = q_m$, величины $\bar{c}_i(x)$ могут, в свою очередь, сами распадаться на множители. Однако последнее обстоятельство несущественно для дальнейшего изложения.

3. Асимптотика суммы вкладов в амплитуду рассеяния. Запишем N -й вклад в амплитуду рассеяния в стандартной форме:

$$F_N(s, t, m) = (\text{const})_N \int_0^1 [C(x)]^{l-2n-2} \delta \left(1 - \sum_{k=1}^l x_k \right) \cdot \prod_{k=1}^l dx_k \times \\ \times [D(s, t, m, x)]^{2n-l}, \quad (9)$$

где l — число дуг графа, n — число независимых контуров в нем, $(\text{const})_N$ — коэффициент, зависящий от константы взаимодействия g :

$$(\text{const})_N = 16\pi^2 \left(\frac{g^2}{16\pi^2} \right)^{l-2n} (l-2n-1)!.$$

Наибольший вклад в F_N при $s \rightarrow \infty$ дает интегрирование по области, где $f(x)$ исчезает; другими словами, по области, где близки к нулю параметры каждого t -пути графа. При этом, как было показано в [4], достаточно выделять в графе Φ лишь t -пути с минимальной длиной.

Пусть дугам t_j -пути i -го подграфа сопоставлены параметры $\{x_{jk}\}$ ($j = 1, 2, \dots, m$), ($k = 1, 2, \dots, q$). Тогда такой областью будет область $x_{jk} \cong 0$.

Применим к параметрам x_{jk} λ -преобразование Тиктопулоса [4]:

$$x_{jk} = \lambda_j \cdot y_{jk}, \quad (10)$$

$$\sum_{j=1}^q y_{jk} = 1,$$

с якобианом

$$J(\lambda_j) = \prod_{j=1}^m (\lambda_j)^{q-1}. \quad (11)$$

Тогда $f(x)$ запишется в виде

$$f(x) = \prod_{j=1}^{Nm} \lambda_j \prod_{i=1}^N f_i(x, y), \quad (12)$$

где $f(x, y)$ — соответствующая коэффициентная функция, относящаяся к графу, в котором выделены все t -пути с минимальной длиной q .

Подставим (10) — (12) в (9) и, интегрируя по области $\lambda_j \cong 0$ ($j = 1, 2, \dots, Nm$), получим наибольший асимптотический вклад в амплитуду рассеяния (для случая равных масс)

$$F_N = 16\pi^2 \left(\frac{g^2}{16\pi^2} \right)^{l-2n} \frac{(q-1)!}{s^q} \cdot \frac{(\ln s)^{Nm-1}}{(Nm-1)!} \cdot I_N(t), \quad (13)$$

где

$$I_N(t) = (l - 2n - \varrho + 1)! \int_0^1 [\tilde{C}(x)]^{l-2n-2\delta} \left(1 - \sum_k x_k\right) \cdot \prod_j \delta\left(1 - \sum_{k=1}^{\varrho} y_{jk}\right) \times \\ \times [\tilde{g}(x)t - \tilde{C}(x)m^2]^{2n+\varrho-1} [\tilde{f}(x, y)]^{-\varrho} \cdot \prod_k dx_k \prod_{j,k} dy_{jk}.$$

Функция $\tilde{f}(x, y)$ получается из $f(x)$, если заменить все параметры, соответствующие дугам t -путей, преобразованными параметрами и отбросить те слагаемые, где λ_j входит множителем более одного раза. Функции $\tilde{g}(x)$ и $\tilde{C}(x)$ задаются формулами (6) и (7).

Факторизуем полученный многократный интеграл $I_N(t)$. Для этого применим к «связующим» параметрам x_i и χ_i следующее преобразование [1]:

$$\begin{aligned} x_i + \chi_i &= r_i, \\ x_i &= \bar{x}_i \cdot r_i, \\ \chi_i &= (1 - \bar{x}_i) r_i, \end{aligned} \tag{14}$$

$$\frac{\partial(x_i, \chi_i)}{\partial(r_i, \bar{x}_i)} = \prod_{i=1}^{N-1} r_i,$$

после чего первая сумма в выражении для $\bar{g}(x)$ (7) будет иметь вид

$$\sum_{i=1}^{N-1} r_i (1 - \bar{x}_i) \bar{x}_i t = \sum_{i=1}^{N-1} r_i \cdot v_i.$$

К непреобразованным параметрам x_{ki} из функций $\bar{c}_i(x)$, $\bar{g}_i(x)$ и $\bar{f}_i(x, y)$ применим масштабное преобразование

$$\begin{aligned} x_{ki} &= \zeta_i \cdot \bar{x}_{ki}, \quad k = 1, 2, \dots, l_i - \varrho m, \\ \sum_{k=1}^{l_i} \bar{x}_{ki} &= 1, \end{aligned} \tag{15}$$

с якобианом

$$\frac{\partial(x_{ki})}{\partial(\zeta_i, \bar{x}_{jk})} = \prod_{i=1}^N (\zeta_i)^{l_i - \varrho m - 1}, \quad j = 1, 2, \dots, l_i - \varrho m - 1,$$

после чего функции $\bar{c}(x)$, $\bar{g}(x)$, $f(x, y)$ и вторая сумма в (7) примут вид:

$$\begin{aligned} \bar{c}_i(x) &= (\zeta_i)^{n_i} \cdot \bar{c}_i(\bar{x}), \\ \bar{g}_i(x) &= (\zeta_i)^{n_i+1} \cdot \bar{g}_i(x), \\ \bar{f}_i(x, y) &= (\zeta_i)^{n_i-m+1} \bar{f}_i(\bar{x}, y), \\ \sum_{i=1}^N \zeta_i \frac{\bar{g}_i(\bar{x})}{\bar{c}_i(x)} t &= \sum_{i=1}^N \zeta_i \cdot \omega_i. \end{aligned} \tag{16}$$

Здесь l_i и n_i — число дуг и независимых контуров i -го подграфа, соответственно. Действительно, $\tilde{c}_i(x)$ является полиномом n_i -й степени относительно непреобразованных координат x , а $\tilde{g}_i(x)$ — $(n_i + 1)$ -й степени. Что касается коэффициентной функции $f_i(x, y)$, то она тоже является полиномом $(n_i + 1)$ -й степени относительно всех своих параметров-аргументов x и y . Степень относительно y у нее равна m , следовательно, степень относительно x равна $n_i + 1 - m$. Нетрудно теперь убедиться, что в $I_N(t)$ новые переменные ζ_i будут входить в степени $p = l_i - 2n_i - \varrho + 1$.

Произведя все необходимые подстановки в (13), получим:

$$I_N(t) = \int_0^1 \prod_{i=1}^N [\tilde{c}_i(\bar{x})]^{l_i - 2n_i - \varrho} \cdot \prod_{i=1}^N [\tilde{f}_i(\bar{x}, y)]^{-\varrho} \cdot \prod_i \delta\left(1 - \sum_{k=1}^{\varrho} y_{ik}\right) \times \\ \times Y_N(t) \prod_k d\bar{x}_k \cdot \prod_{i,k} dy_{ik} \cdot \prod_i d\bar{x}_i, \quad (17)$$

где

$$Y_N(t) = (l - 2n - \varrho - 1)! \int_0^1 \delta\left(1 - \sum_{i=1}^{N-1} r_i - \sum_{i=1}^N \zeta_i\right) \cdot \prod_{i=1}^{N-1} r_i^{\varrho-1} dr_i \times \\ \times \prod_{i=1}^N (\zeta_i)^{l_i - 2n_i - \varrho - 1} d\zeta_i \left[\sum_{i=1}^{N-1} r_i v_i + \sum_{i=1}^N \zeta_i w_i - m^2 \right]^{\varrho - N(l_i - 2n_i)}.$$

Рассмотрим тождество Фейнмана

$$\prod_{i=1}^{N-1} \frac{1}{v_i} \prod_{i=1}^N \frac{1}{w_i} = (2N - 2)! \int_2^1 \delta\left(1 - \sum_{i=1}^{N-1} r_i - \sum_{i=1}^N \zeta_i\right) \prod_{i=1}^{N-1} dr_i \prod_{i=1}^N d\zeta_i \times \\ \times \left[\sum_{i=1}^{N-1} r_i (v_i - m^2) + \sum_i^N \zeta_i (w_i - m^2) \right]^{2N-1}, \quad (18)$$

подействуем на него слева дифференциальным оператором

$$\prod_{i=1}^{N-1} \frac{\partial^{\varrho-1}}{\partial v_i^{\varrho-1}} \prod_{i=1}^N \frac{\partial^{l_i - 2n_i - \varrho - 1}}{\partial w_i^{l_i - 2n_i - \varrho - 1}}. \quad (19)$$

Тогда справа получим в точности интеграл Y , а слева — его факторизованное выражение:

$$Y_N = \prod_{i=1}^{N-1} \frac{(\varrho - 1)!}{[v_i - m^2]^\varrho} \prod_{i=1}^N \frac{(l_i - 2n_i - \varrho - 1)!}{[w_i - m^2]^{l_i - 2n_i - \varrho}}, \quad (20)$$

после чего, подставив (20) в (17), а затем (17) — в (13), получим:

$$F_N = 16\pi^2 \left\{ \left(\frac{g^2}{16\pi^2} \right)^{l_i - 2n_i} \right\}^N \frac{(\varrho - 1)!}{s^\varrho} \cdot \frac{(\ln s)^{Nm-1}}{(Nm - 1)!} \cdot A^{N-1} B^N, \quad (21)$$

где введены обозначения:

$$A = (\varrho - 1)! \int_0^1 \frac{dx}{[t(1-x)x - m^2]^\varrho}, \quad (22)$$

$$B = (l_i - 2n_i - q - 1)! \int_0^1 [\tilde{c}_i(x)]^{l_i - 2n_i - 2} \cdot \delta \left(1 - \sum_k x_k \right) \prod_j \delta \left(1 - \sum_k y_{jk} \right) \times \\ \times [t\tilde{g}_i(x) - \tilde{c}_i(x)m^2]^{2n_i + q - l_i} [f_i(x, y)]^{-q} \prod_k dx_k \prod_{j,n} dy_{jk}.$$

Выделим здесь множитель в степени $(Nm - 1)$:

$$F_N = R(t) \cdot \frac{(q - 1)!}{s^q} \cdot \frac{[P(t) \ln s]^{Nm - 1}}{(Nm - 1)!}, \quad (23)$$

где

$$R(t) = 16\pi^2 \left\{ \left(\frac{g^2}{16\pi^2} \right)^{l_i - 2n_i} AB \right\}^{\frac{1}{m}} \cdot A^{-1}, \quad (24)$$

$$P(t) = \left\{ \left(\frac{g^2}{16\pi^2} \right)^{l_i - 2n_i} AB \right\}^{\frac{1}{m}}. \quad (25)$$

Исследуем теперь сумму вкладов $\sum_{N=1}^{\infty} F_N$. Прежде всего заметим, что сумма начинается сразу с $(m - 1)$ -го члена, за которым следует $(2m - 1)$ -й, ..., ..., $(Nm - 1)$ -й, Обозначив

$$y = \sum_{N=1}^{\infty} \frac{(P \ln s)^{Nm - 1}}{(Nm - 1)!}, \quad (26)$$

приходим к неоднородному линейному дифференциальному уравнению с постоянными коэффициентами вида

$$y^{(m-1)} + y^{(m-2)} + \dots + y' + y = e^x, \quad (27)$$

где $x = P \ln s$, а $y^{(i)}$ обозначает производную по x i -го порядка. Общее решение (27) можно записать в виде

$$y = \frac{1}{m} e^x + c_1 e^{\eta_1 x} + c_2 e^{\eta_2 x} + \dots + c_{m-1} e^{\eta_{m-1} x}, \quad (28)$$

где η_k — корни соответствующего характеристического многочлена

$$L(p) = p^{m-1} + p^{m-2} + \dots + p + 1. \quad (29)$$

Возвращаясь к прежним переменным, получаем:

$$F = \sum_{N=1}^{\infty} F_N = R(t) \frac{(q - 1)!}{s^q} \left\{ \frac{1}{m} s^{P(t)} + \sum_{k=1}^{m-1} c_k s^{\eta_k P(t)} \right\}. \quad (30)$$

Иными словами, поведение амплитуды при больших s управляется семейством из m траекторий: $P(t)$, $\eta_k \cdot P(t)$, $k = 1, 2, \dots, m - 1$.

Для выделения ведущей траектории необходимо знать свойства корней η_k . Прежде всего заметим, что характеристический многочлен $L(p)$ не имеет ни одного положительного вещественного корня, так как все его коэффициенты положительны. Следовательно, уравнение $L(p) = 0$ будет иметь лишь вещественные отрицательные и комплексные сопряженные корни. Можно, кроме того, показать, что все эти корни имеют модуль, равный единице. Для этого помножим уравнение $L(p) = 0$ на $(p - 1)$. Получим двучленное уравнение

$$(p - 1)L(p) = p^m - 1 = 0, \quad (31)$$

корни которого суть

$$\eta_k = \cos \frac{2k\pi}{m} + i \sin \frac{2k\pi}{m}, \quad k = 0, 1, 2, \dots, m-1. \quad (32)$$

Очевидно, что корень $\eta_0 = 1$ появляется из-за умножения $L(p) = 0$ на множитель $(p-1)$. Остальные же корни η_k ($k = 1, 2, \dots, m-1$) являются корнями характеристического многочлена. При этом $|\eta_k| = 1$, $\operatorname{Re} \eta_k < 1$. Следовательно, при $s \rightarrow \infty$ ведущей траекторией является $P(t)$, выходящая из точки $-\rho$.

Итак,

$$F = R(t) \frac{(\rho-1)!}{m} \cdot s^{-\rho+P(t)} + O(s^{-\rho+\operatorname{Re} \eta^{\rho(t)}}), \quad (33)$$

где $\operatorname{Re} \eta = \max \{\operatorname{Re} \eta_k\}$, $k = 1, 2, \dots, m-1$.

В заключение автор благодарит О. И. Завьялова за ценные замечания, а также В. И. Коломыцева, А. В. Нестерчука и В. И. Фущича за плодотворные обсуждения.

Приложение. В качестве примера рассмотрим диаграмму, изображенную на рис. 3.

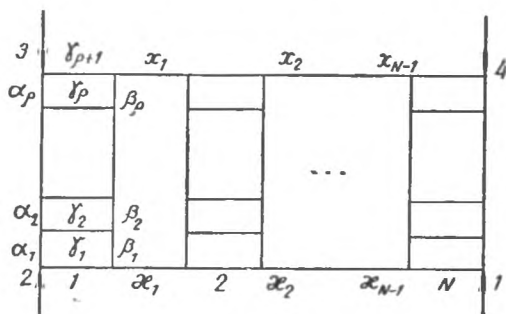


Рис. 3.

В каждом подграфе имеется 2 t -пути ($m = 2$), состоящие из дуг с параметрами $\{\alpha_i\}$, $\{\beta_i\}$, которые подвергаются λ -преобразованию:

$$\alpha_i = \lambda_1 \alpha_i, \quad \sum_{i=1}^{\rho} \alpha_i = 1;$$

$$\beta_i = \lambda_2 \beta_i, \quad \sum_{i=1}^{\rho} \beta_i = 1.$$

Параметры γ_i подвергаются масштабному преобразованию:

$$\gamma_i = \zeta \bar{\gamma}_i, \quad \sum_{i=1}^{\rho+1} \bar{\gamma}_i = 1.$$

Коэффициентные функции $\bar{c}_i(\gamma)$, $\bar{g}_i(\gamma)$, $\bar{f}_i(\gamma, a, b)$ имеют вид

$$\bar{C}(\gamma) = \begin{vmatrix} \gamma_1 + \gamma_2 & -\gamma_2 & 0 & \dots & 0 \\ -\gamma_2 & \gamma_2 + \gamma_3 & -\gamma_3 & & \cdot \\ 0 & -\gamma_3 & & & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & 0 \\ \cdot & \cdot & \cdot & \gamma_{\rho-1} + \gamma_{\rho} & -\gamma_{\rho} \\ 0 & 0 & \dots & 0 & -\gamma_{\rho} & \gamma_{\rho} + \gamma_{\rho+1} \end{vmatrix}.$$

$$g(\gamma) = \begin{vmatrix} C(\gamma) & 0 \\ & \vdots \\ & 0 \\ & \gamma_{q+1} \\ -\gamma_1 & 0 \dots 0 & 0 \end{vmatrix} = \prod_{i=1}^{q+1} \gamma_i,$$

$$f(a, b, \gamma) = \begin{vmatrix} & \vdots \\ & \vdots \\ C(\gamma) & b_i \\ & \vdots \\ & \vdots \\ \dots -a_i \dots & 0 \end{vmatrix}.$$

Тогда

$$A = (q-1)! \int_0^1 \frac{dx}{[t(1-x)x - m^2]^q},$$

$$B = \int_0^1 \frac{[c_i(\gamma)]^{q-1} \delta\left(1 - \sum_i \gamma_i\right) \delta\left(1 - \sum_i a_i\right) \delta\left(1 - \sum_i b_i\right) d\gamma_i da_i db_i}{[t\tilde{g}_i(\gamma) - \tilde{c}_i(\gamma)m^2] \cdot [\tilde{f}_i(\gamma, a, b)]^q},$$

$$P(t) = \left\{ \left(\frac{g^2}{16\pi^2} \right)^{q+1} AB \right\}^{\frac{1}{2}},$$

$$R(t) = 16\pi^2 \left\{ \left(\frac{g^2}{16\pi^2} \right)^{q+1} AB \right\}^{\frac{1}{2}} \cdot A^{-1}.$$

Траекториями будут $P(t)$ и $\eta_1 P(t)$, где $\eta_1 = -1$, согласно формулам (32) и (33).

Итак, при $s \rightarrow \infty$

$$F = R(t) \cdot \frac{(q-1)!}{2} \cdot s^{-q+P(t)} + O(s^{-q-P(t)}).$$

ЛИТЕРАТУРА

1. P. G. Federbush and M. T. Grisaru, Ann. Phys., **22**, 1963, 263.
2. N. H. Fuchs, J. Math. Phys., **4**, 1963, 617.
3. J. C. Polkinghorne, J. Math. Phys., **4**, 1963, 503.
4. G. Tiktopoulos, Phys. Rev., **131**, 1963, 480.
5. А. В. Ефремов и О. И. Завьялов, Тр. XII МКФВЭ, VI—12, Дубна, 1964.
6. Н. Т. Мордовец, О структуре параметрического интеграла Фейнмана, Темат. сб. Ин-та матем. АН УССР, изд-во «Наукова думка», 1966.
7. О. И. Завьялов, ЖЕТФ, **47**, 1964, 1099.

Поступила 14.X 1964 г.
Киев