

С. 95

ИНСТИТУТ ЯДЕРНОЙ ФИЗИКИ СИБИРСКОГО ОТДЕЛЕНИЯ АН СССР

Препринт. 024

В.С. СЫНАХ

ПОЛУЧЕНИЕ РАДИАЦИОННЫХ ПОПРАВОК К СЕЧЕНИЯМ
ЭЛЕКТРОН-МИОННЫХ ПРОЦЕССОВ С ПОМОЩЬЮ ЭЛЕКТ-
РОННО-ВЫЧИСЛИТЕЛЬНОЙ МАШИНЫ.



Гор. Новосибирск

1963 г.

V+

И. ВВЕДЕНИЕ

Одной из основных задач подготавливаемых в настоящее время во многих местах опытов на встречных электрон-электронных и электрон-позитронных пучках является выяснение пределов применимости современной квантовой электродинамики при высоких энергиях (см., например, обзор /1/). В связи с этим становится актуальным точный расчет сечений электродинамических процессов в высших порядках теории возмущений.

Соответствующие вычисления весьма трудоемки и приводят к трудно обозримым выражениям. Обычно /2-5/ прибегают к различным приближениям, степень корректности и область применимости которых не вполне ясны.

С другой стороны, эти вычисления сводятся к набору хорошо известных стандартных операций, повторяемых многократно. В принципе, такие расчеты представляют удобное поле деятельности для современных электронно-вычислительных машин, которые позволяют производить операции не только над числами, но и над символами /6-8/. Таким образом, появляется возможность получать формулы не "вручную", а на ЭВМ.

В настоящей работе излагается методика аналитического и численного расчета на ЭВМ радиационных поправок порядка e^6 для сечений процессов

$$e^- + \mu^- \rightarrow e^- + \mu^-,$$

$$e^+ + \mu^- \rightarrow e^+ + \mu^- \quad (e^- + \mu^+ \rightarrow e^- + \mu^+),$$

$$e^- + e^+ \rightarrow \mu^- + \mu^+,$$

Основная программа составлена для рассеяния электрона на мюоне одного знака. Переход к другим процессам осуществляется тривиальной заменой переменных. Сравнительно небольшое изменение программы позволяет получить аналогичные результаты для подобных электрон-электронных процессов, а также для соответствующих процессов, сопровождающихся излучением жесткого γ -кванта. Эта работа в настоящее время завершается.

Программа состоит из трех частей:

1. Получение аналитического выражения для вклада от неприводимых диаграмм.
2. Арифметическая часть.
3. Получение численных результатов.

II. ПРОГРАММА ПОЛУЧЕНИЯ АНАЛИТИЧЕСКОГО ВЫРАЖЕНИЯ

ДЛЯ РАДИАЦИОННЫХ ПОПРАВК.

I. Постановка задачи .

Радиационные поправки, связанные с вершинной частью и собственной массой фотона, хорошо известны /9/ и их учет не представляет трудностей. Наиболее трудоемко вычисление вклада от неприводимых диаграмм (рис. I)

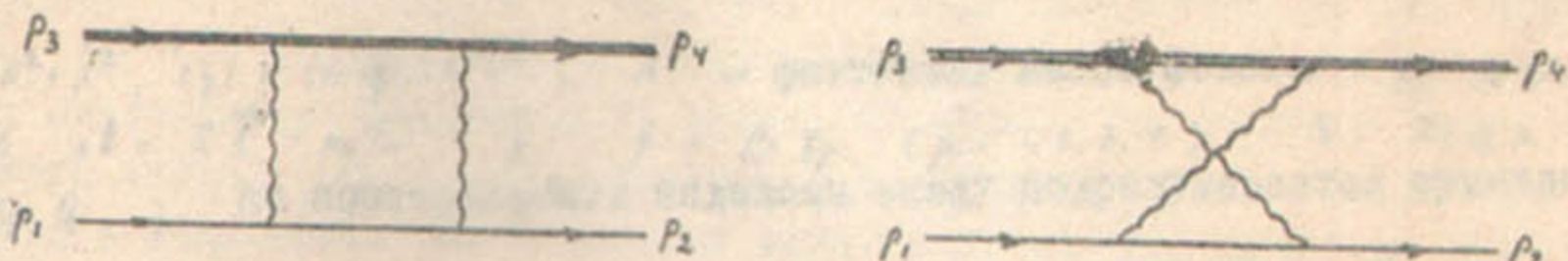


Рис. I.

Здесь p_1 и p_2 - начальный и конечный μ -импульсы электрона, p_3 и p_4 - начальный и конечный μ -импульсы мюона.

Несложная выкладка для $\delta_1 = d\sigma_1/d\sigma_0$, где $d\sigma_0$ - дифференциальное сечение процесса в первом порядке теории возмущений после усреднения по начальным и суммирования по конечным спиновым состояниям, $d\sigma_1$ - вклад в дифференциальное сечение от неприводимых диаграмм, дает:

$$\delta = \frac{\alpha}{2\pi} \frac{3 \operatorname{Re} S_1}{S_0} \quad (1)$$

Здесь: $\alpha = 1/137$; $S_0 = \frac{1}{2} [3^2 + \eta^2 + 4(\mu^2+1)\zeta + 2(\mu^2+1)^2]$;
 $\zeta = (p_2 - p_1)^2$; $\eta = (p_3 - p_1)^2$; $\zeta = (p_4 - p_1)^2$ - инварианты процесса,
 $\zeta = \eta - \zeta$; μ - масса мюона, масса электрона m принята за 1;

$$S_1 = \frac{1}{i\pi^2} \left[\int \frac{\gamma_2 Q_1 \cdot \gamma_2 Q_2}{(1)(2)(4)(3)} d^4k + \int \frac{\gamma_2 Q_1 \cdot \gamma_2 Q_2}{(1)(4)(2)(3)} d^4k \right], \quad (2)$$

где

$$Q_1 = \hat{p}_1 \gamma_\tau \hat{p}_2 \gamma_\sigma \hat{p}_1 \gamma_\rho + \hat{p}_1 \gamma_\tau \hat{p}_2 \gamma_\sigma \hat{k} \gamma_\tau - m^2 \hat{p}_1 \gamma_\tau \gamma_\sigma \gamma_\rho -$$

$$- m^2 \gamma_\tau \hat{p}_2 \gamma_\sigma \gamma_\rho - m^2 \gamma_\tau \gamma_\sigma \hat{p}_1 \gamma_\rho - m^2 \gamma_\tau \gamma_\sigma \hat{k} \gamma_\rho$$

$$Q_2 = \hat{p}_3 \delta_\tau \hat{p}_4 \delta_\sigma \hat{p}_3 \gamma_\rho - \hat{p}_3 \gamma_\tau \hat{p}_4 \gamma_\sigma \hat{p}_3 \delta_\rho - \mu^2 \hat{p}_3 \delta_\tau \delta_\sigma \delta_\rho -$$

$$- \mu^2 \gamma_\tau \hat{p}_4 \delta_\sigma \delta_\rho - \mu^2 \delta_\tau \delta_\sigma \hat{p}_3 \delta_\rho + \mu^2 \gamma_\tau \gamma_\sigma \hat{p}_3 \delta_\rho,$$

$$Q_3 = \hat{p}_3 \delta_\tau \hat{p}_4 \delta_\rho \hat{p}_4 \delta_\sigma + \hat{p}_3 \gamma_\tau \hat{p}_4 \delta_\rho \hat{p}_4 \gamma_\sigma - \mu^2 \hat{p}_3 \delta_\tau \delta_\rho \delta_\sigma -$$

$$- \mu^2 \gamma_\tau \hat{p}_4 \delta_\rho \delta_\sigma - \mu^2 \delta_\tau \delta_\rho \hat{p}_4 \delta_\sigma - \mu^2 \gamma_\tau \gamma_\rho \hat{p}_4 \delta_\sigma;$$

$$(1) = \kappa^2 + 2\kappa\rho_1, \quad (2) = \kappa^2 - 2\kappa\rho_3, \quad (4) = \kappa^2 + 2\kappa\rho_4,$$

$(\kappa) = \kappa^2 + \lambda^2$, $(\rho) = (\kappa - \rho)^2 + \lambda^2$; λ — фиктивная масса фотона; $\rho = p_2 - p_1$
 метрика: $a_b = \vec{a} \vec{b} - a_0 b_0$; $\hat{p} = p_\mu \gamma_\mu$ ($\mu = 1, 2, 3, 4$); $\gamma_2 Q =$
 $= \frac{1}{4} \text{Sp } Q$; по повторяющимся индексам всюду подразумевается суммирование.

Программа выражает S_1 в виде суммы одночленов, каждый из которых представляет произведение численного коэффициента, квадратов масс частиц, инвариантов ρ и γ и некоторых функций инвариантов, которые будем называть стандартными функциями для данной задачи.

Стандартные функции задачи, обозначенные y , \bar{y} , A' , A'' , \bar{A}' , \bar{A}'' , ρ''' , H''' , K''' , M''' , L''' , H'''' , K'''' , M'''' , определены из соотношений:

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{d^4 k}{(2)(\kappa)(\rho)} = \frac{1}{i\pi^2} \int \frac{d^4 k}{(4)(\kappa)(\rho)} = y,$$

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{d^4 k}{(1)(\kappa)(\rho)} = \bar{y},$$

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{\kappa_\sigma d^4 k}{(3)(\kappa)(\rho)} = A' \rho_\sigma + A'' \rho_\sigma,$$

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{\kappa_\sigma d^4 k}{(4)(\kappa)(\rho)} = \bar{A}' \rho_\sigma + \bar{A}'' \rho_\sigma,$$

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{d^4 k}{(1)(3)(\kappa)(\rho)} = \rho''',$$

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{d^4 k}{(1)(3)(\kappa)} = \frac{1}{i\pi^2} \int \frac{d^4 k}{(1)(3)(\rho)} = H''',$$

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{\kappa_\sigma d^4 k}{(1)(3)(\kappa)} = K''' \rho_\sigma - M''' \rho_\sigma$$

или

$$\frac{1}{i\hbar^2} \int \frac{d^4k}{(1)(3)(4)} = K''' p_{2\sigma} - N''' p_{4\sigma} + H''' q_{\sigma} \quad (3)$$

Величины с верхним индексом 2 получаются из соответствующих величин с верхним индексом 1 заменой (3) (4), т.е. $p_3 \rightarrow -p_4$.

2. Кодировка исходной информации.

Ячейка памяти используемой ЭВМ содержит 15 восьмеричных разрядов $\epsilon_1, \epsilon_2, \dots, \epsilon_{15}$ (нумерация слева направо). Первые три из них образуют "порядок" \mathcal{P} , остальные - "мантиссу". Мантисса делится на три "адреса" A_1, A_2, A_3 . Большинство буквенных обозначений задачи закодировано в виде двузначного восьмеричного числа, которое будем называть кодом буквенного символа или просто символом и обозначать буквами греческого алфавита с индексами, смысл которых ясен из рис.2. Два символа, записанных в одном адресе, будем называть сцепленными символами или парой.

\mathcal{P}			A_1		A_2		A_3	
ϵ_1	ϵ_2	ϵ_3	$\alpha_1^{(1)}$	$\alpha_2^{(1)}$	$\alpha_1^{(2)}$	$\alpha_2^{(2)}$	$\alpha_1^{(3)}$	$\alpha_2^{(3)}$

Рис. 2.

В машину вводится информация о q_1, q_2, q_3 . Каждый одночлен, входящий в q_{1-3} , занимает одну ячейку в участке памяти машины, отведенном для исходной информации. Информация о матричной части одночлена записывается в мантиссе, остальная - в порядке. Каждый буквенный символ матричной части закодирован двузначным восьмеричным числом, причем для величин типа \hat{p} пуста первая позиция кода символа, а для кодов γ -матриц с индексами пуста вторая позиция кода. Конкретно принята кодировка:

$$\hat{p}_1 \leftrightarrow 01, \hat{p}_2 \leftrightarrow 02, \hat{p}_3 \leftrightarrow 03, \hat{p}_4 \leftrightarrow 04, \hat{r} \leftrightarrow 05;$$

$$\gamma_p \leftrightarrow 10, \gamma_c \leftrightarrow 20, \gamma_z \leftrightarrow 30.$$

В ϵ_1 записывается знак одночлена: $+$ $\leftrightarrow 0$, $-$ $\leftrightarrow 2$;

в ϵ_3 - сведения о множителях μ^2 или m^2 : отсутствие множителя $\leftrightarrow 0$, $m^2 \leftrightarrow 1$, $\mu^2 \leftrightarrow 2$.

Например:

$$\hat{p}_1 \gamma_z \hat{p}_2 \gamma_c \hat{p}_1 \gamma_p \leftrightarrow 000 \ 0130 \ 0220 \ 0110$$

$$- m^2 \gamma_z \gamma_c \hat{p}_1 \gamma_p \leftrightarrow 201 \ 3020 \ 0110 \ 0000$$

3. Кодировка результатов.

Для каждого одночлена результата отведено две ячейки памяти. В одной из них записан численный коэффициент, в другой — алгебраическая структура одночлена, т.е. входящие в него сомножители. Для записи алгебраической структуры используется только мантисса. Каждому сомножителю отвечает определенный символ и определенное место в строке в зависимости от типа сомножителя (рис.3):

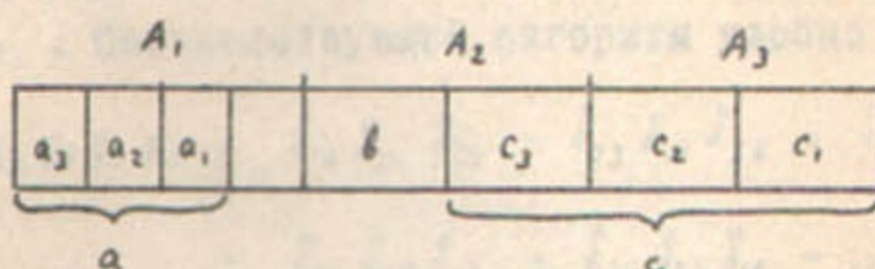


Рис. 3.

1) Символы \int и \int записываются в группу разрядов, обозначенную a :

$$\int \leftrightarrow 1, \quad \int \leftrightarrow 2$$

2) Стандартные функции $\delta^{(1)}$ и $\delta^{(2)}$ записываются в два разряда b :

$$\delta^{(1)} \leftrightarrow 07, \quad \delta^{(2)} \leftrightarrow 13$$

3) Остальные стандартные функции, а также M^2 и m^2 записываются в разряды c :

$$y \leftrightarrow 01, \quad \bar{y} \leftrightarrow 02, \quad A' \leftrightarrow 03, \quad A'' \leftrightarrow 04, \quad \bar{A}' \leftrightarrow 05$$

$$\bar{A}'' \leftrightarrow 06, \quad K^{(1)} \leftrightarrow 10, \quad K^{(2)} \leftrightarrow 11, \quad M^{(1)} \leftrightarrow 12, \quad K^{(2)} \leftrightarrow 14,$$

$$K^{(1)} \leftrightarrow 15, \quad M^{(1)} \leftrightarrow 16, \quad M^2 \leftrightarrow 17, \quad m^2 \leftrightarrow 20$$

Каждая группа разрядов заполняется слева направо, причем символы в пределах группы располагаются в порядке убывания их кодов. Вместо величины

$$x^n \text{ записывается } \underbrace{xx \dots x}_n$$

Например:

$$\int M^{(1)} M^2 \leftrightarrow 0010 \quad 0000 \quad 1617$$

$$\int \delta^{(1)} m^2 \leftrightarrow 0120 \quad 0700 \quad 0020$$

$$\delta^{(1)} M^6 \leftrightarrow 0000 \quad 1320 \quad 2020$$

4. Программа алгебраического вычисления следов произведений γ -матриц (ПВШ)

Основная программа распадается на несколько подпрограмм. Целесообразно рассмотреть эти подпрограммы в отдельности, во-первых, для удобства, во-вторых, потому, что они представляют и самостоятельный интерес, т.к. их комбинация позволяет решать другие родственные задачи.

Первой из них является программа вычисления следов произведений γ -матриц ("шпурование"). Исходная информация ("аргумент" программы) — одночлен из Q_{1-3} . Соответствующий алгоритм удобно представить в виде:

$$\begin{aligned} \text{Tr } \gamma_1 \gamma_2 \gamma_3 \gamma_4 \gamma_5 \gamma_6 = & \delta_{12} \delta_{34} \delta_{56} - \delta_{23} \delta_{14} \delta_{56} + \delta_{31} \delta_{24} \delta_{56} - \\ & - \delta_{23} \delta_{45} \delta_{16} + \delta_{34} \delta_{25} \delta_{16} - \dots \end{aligned} \quad (4)$$

(Здесь цифры имеют смысл буквенных индексов).

Реализация этого алгоритма сводится к последовательной циклической перестановке символов и последующему об"единению символов в пары. После об"единения символов в пары их смысл в соответствии с (4) меняется: символы 01, 02, 03, 04 означают векторы p_1, p_2, p_3, p_4 ; символы 10, 20, 30 означают индексы ρ, σ, τ компонент векторов; два сцепленных символа индексов означают величину типа $\delta_{\mu\nu}$; два сцепленных символа векторов означают скалярное произведение их.

Например:

$$0201 \leftrightarrow p_2 p_1, \quad 3004 \leftrightarrow p_4 \tau, \quad 2010 \leftrightarrow \delta_{\sigma\rho}$$

Для облегчения "опознавания" такого рода величин символы в паре располагаются так, чтобы $\alpha_1 > \alpha_2$. Тогда символ индекса автоматически оказывается первым.

Информация, записанная в порядке, ПВШ не изменяется, за исключением, конечно, ϵ_1 (знак). Результаты располагаются в последовательных ячейках памяти. В конце ставится маркер.

Пример:

Преобразование

$$\text{Tr } \hat{p}_1 \hat{\gamma}_1 \hat{p}_2 \hat{\gamma}_2 \hat{p}_3 \hat{\gamma}_3 = p_{1\tau} p_{2\sigma} p_{1\rho} - p_{2\tau} p_{1\sigma} p_{1\rho} + (p_2 p_1) \delta_{\tau\sigma} p_{1\rho} - \dots$$

в "машинном изложении" выглядит так:

000	0130	0220	0110	→	000	3001	2002	1001	}	15 ячеек
					200	3002	2001	1001		
					000	0201	3020	1001		
						
						
										маркер

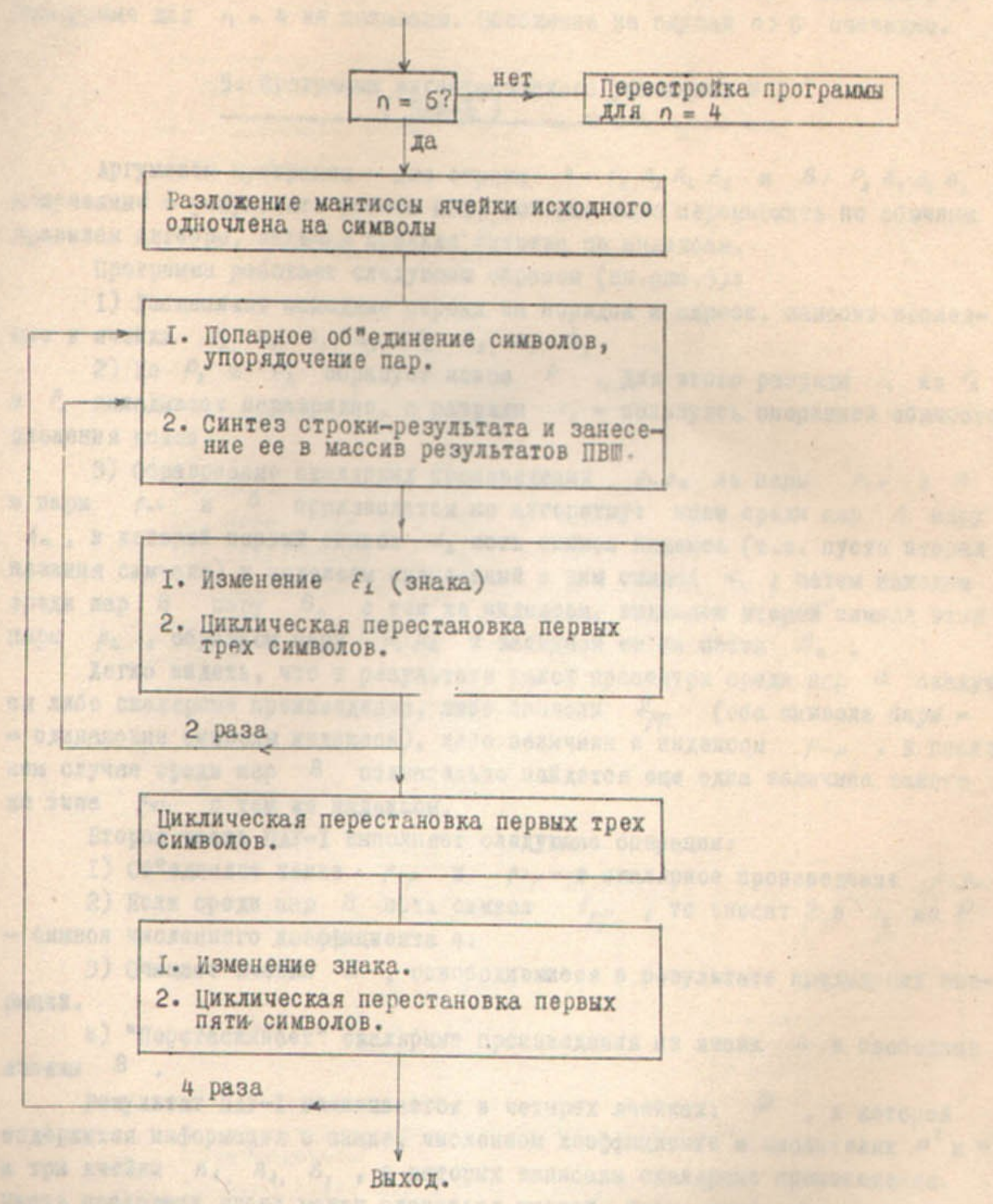


Рис. 4.

Блок-схема ПВШ для $n = 6$ γ -матриц приведена на рис.4.х) Изменения в программе для $n = 4$ не показаны. Обобщение на случай $n > 6$ очевидно.

5. Программа алгебраического умножения № I (ПАИ-I)

Аргументы программы - две строки $A = P_1 A_1 A_2 A_3$ и $B = P_2 B_1 B_2 B_3$, полученные в результате работы ПВШ, которые надо перемножить по обычным правилам алгебры, включая правила свертки по индексам.

Программа работает следующим образом (см.рис.5):

1) Расщепляет исходные строки на порядок и адреса, заносит последние в ячейки $P_1, A_1, A_2, A_3, P_2, B_1, B_2, B_3$.

2) Из P_1 и P_2 образует новое P . Для этого разряды ϵ_1 из P_1 и P_2 складывает поразрядно, а разряды ϵ_2 - пользуясь операцией обычного сложения кодов.

3) Образование скалярных произведений $P_{\alpha_1 \alpha_2}$ из пары $P_{\alpha_1 \sigma}$ в A и пары $P_{\alpha_2 \sigma}$ в B производится по алгоритму: ищем среди пар A пару A_m , в которой первый символ α_1 есть символ индекса (т.е. пуста вторая позиция символа) и выделяем сцепленный с ним символ α_2 ; затем находим среди пар B пару B_n с тем же индексом, выделяем второй символ этой пары β_2 , образуем пару $\alpha_2 \beta_2$ и засылаем ее на место B_n .

Легко видеть, что в результате такой процедуры среди пар B окажутся либо скалярные произведения, либо символы $\delta_{\mu\mu}$ (оба символа пары - одинаковые символы индексов), либо величины с индексом $P_{\mu\mu}$. В последнем случае среди пар B обязательно найдется еще одна величина такого же типа $P_{\mu\mu}$ с тем же индексом.

Вторая часть ПАИ-I выполняет следующие операции:

1) Объединяет такие $P_{\mu\mu}$ и $P_{\mu\mu}$ в скалярное произведение $P_{\mu\mu}$.

2) Если среди пар B есть символ $\delta_{\mu\mu}$, то вносит 2 в ϵ_2 из P - символ численного коэффициента 4.

3) Очищает ячейки B , освободившиеся в результате предыдущих операций.

4) "Перетаскивает" скалярные произведения из ячеек A в свободные ячейки B .

Результат ПАИ-I записывается в четырех ячейках: P , в которой содержится информация о знаке, численном коэффициенте и множителях m^2 и n^2 и три ячейки B_1, B_2, B_3 , в которых записаны скалярные произведения. Часть последних ячеек может оказаться пустой. Пары, изображающие скалярные произведения, упорядочены в прежнем смысле ($\alpha_1 > \alpha_2$). При этом символ K автоматически оказывается первым.

х) На заключительном этапе излагаемой работы нам стала известна работа Кайзера /IO/, содержание которой частично перекрывается с содержанием этого раздела.

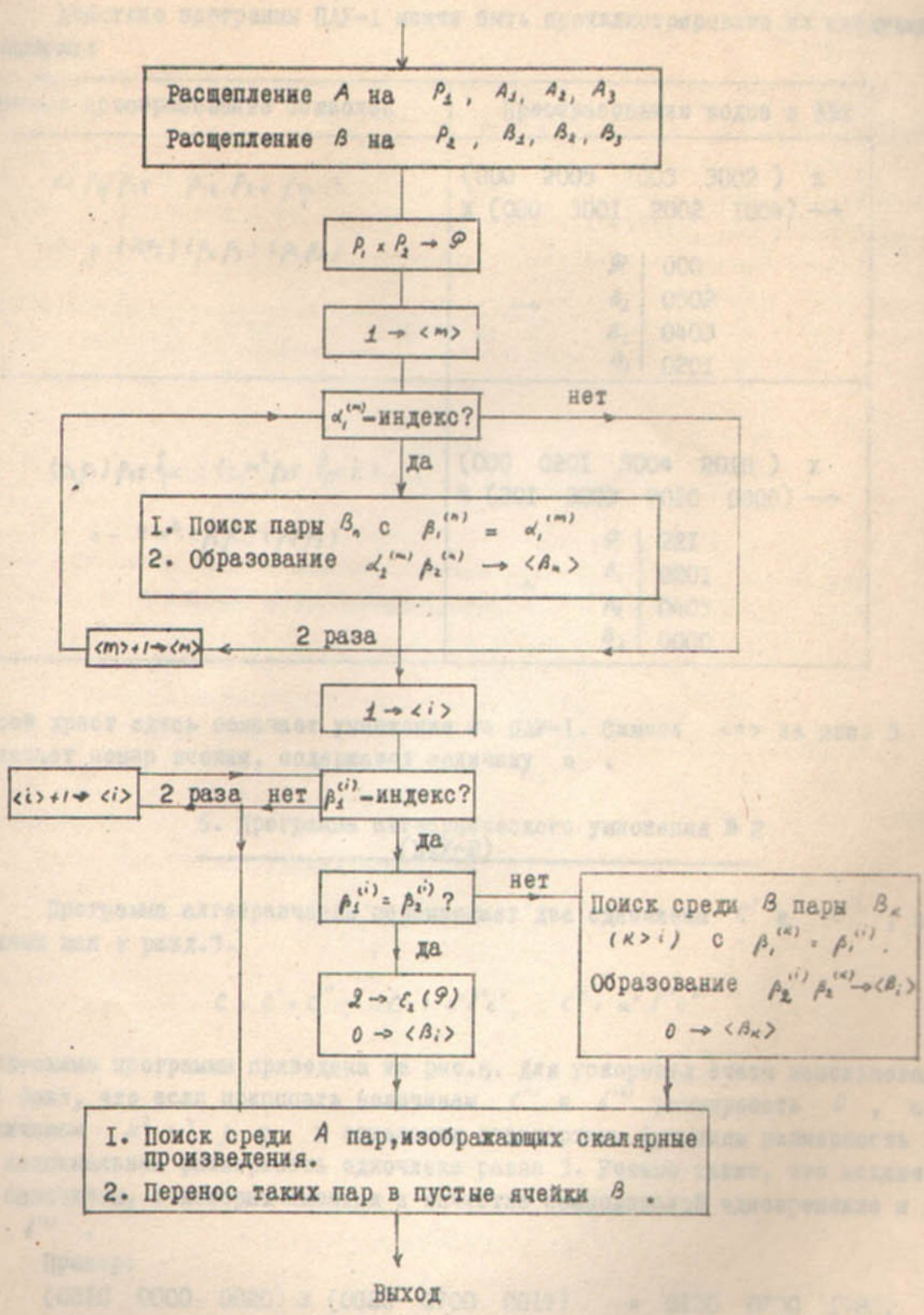


Рис. 5.

Действие программы ПАУ-I может быть проиллюстрировано на следующих примерах:

Обычное преобразование символов	Преобразование кодов в ЭВМ
$k_{\sigma} p_{3p} p_{2\tau} \cdot p_{1\tau} p_{2\sigma} p_{4p} =$ $= (kp_2) (p_4 p_3) (p_2 p_1)$	$(000 \ 2005 \ 1003 \ 3002) \times$ $\times (000 \ 3001 \ 2002 \ 1004) \rightarrow$ $\rightarrow \begin{array}{l l} \varphi & 000 \\ A_1 & 0502 \\ B_2 & 0403 \\ B_3 & 0201 \end{array}$
$(p_2 p_1) p_{4\tau} \delta_{p\tau} \cdot (-m^2 p_{3\tau} \delta_{p\tau}) =$ $= -4m^2 (p_2 p_1) (p_4 p_3)$	$(000 \ 0201 \ 3004 \ 2010) \times$ $\times (201 \ 3003 \ 2010 \ 0000) \rightarrow$ $\rightarrow \begin{array}{l l} \varphi & 221 \\ B_1 & 0201 \\ B_2 & 0403 \\ B_3 & 0000 \end{array}$

Косой крест здесь означает умножение по ПАУ-I. Символ <a> на рис. 5 означает номер ячейки, содержащей величину a.

6. Программа алгебраического умножения № 2 (ПАУ-2)

Программа алгебраически перемножает два одночлена C' и C'' , заданных как в разд.3.

$$C = C' \times C'', \quad C' = a' b' c', \quad C'' = a'' b'' c''$$

Блок-схема программы приведена на рис.6. Для ускорения счета использован тот факт, что если приписать величинам b''' и b'' размерность 0, а величинам μ^2, m^2, z, η и остальным стандартным функциям размерность 1, то максимальная размерность одночлена равна 3. Учтено также, что исключены одночлены, в которых имеются в качестве сомножителей одновременно и b''' и b'' .

Пример:

$$(0010 \ 0000 \ 0020) \times (0020 \ 0700 \ 0017) \rightarrow 0120 \ 0700 \ 1720,$$

т.е.

$$m^2_3 \cdot \mu^2_2 \eta b''' = \mu^2 m^2_3 \eta b''''$$

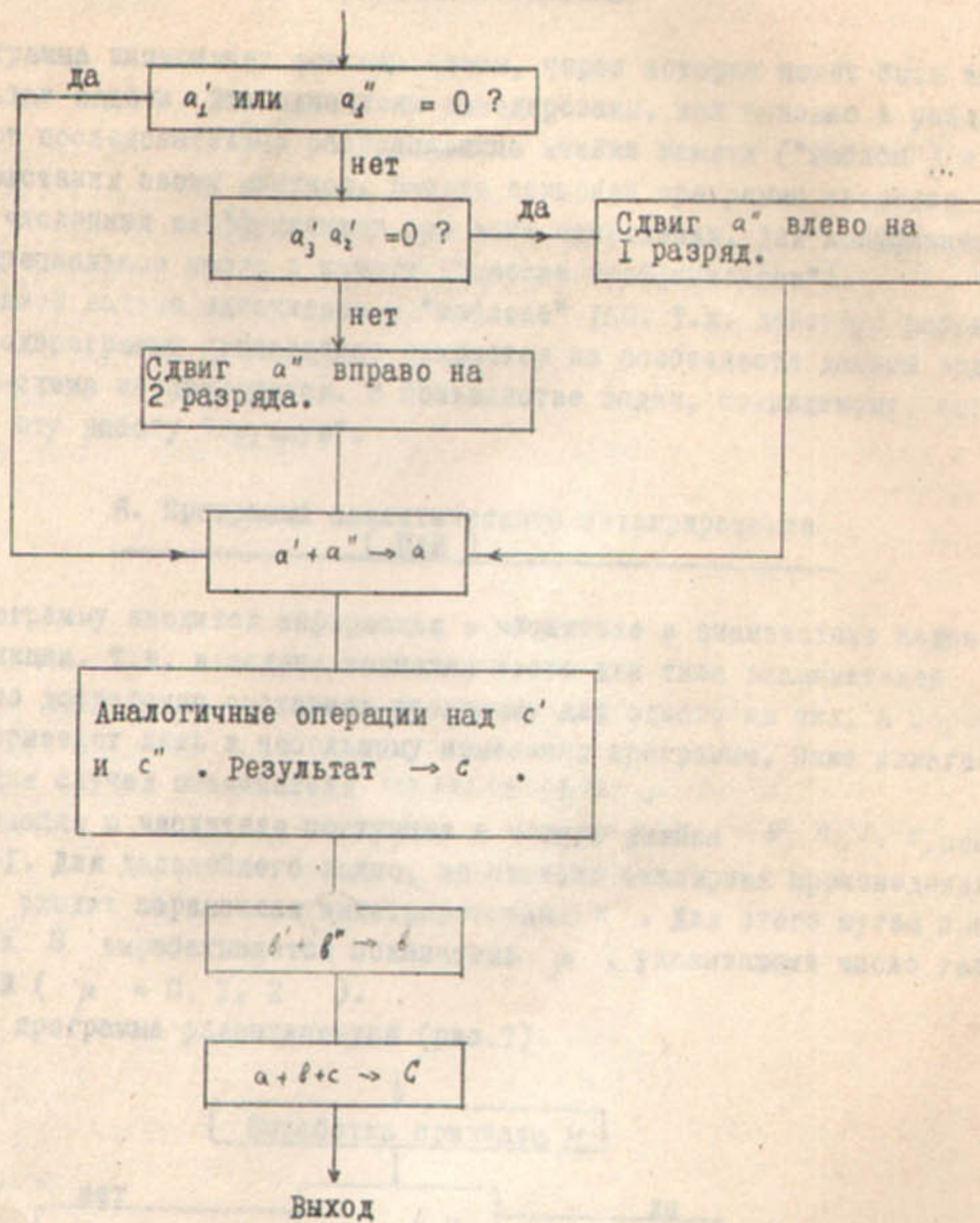


Рис. 6.

7. Программа "Шаблон"

Программа выписывает все одночлены, через которые может быть выражен результат задачи. Эти одночлены закодированы, как описано в разд.3, и заполняют последовательно расположенные ячейки памяти ("шаблон") в порядке возрастания своих мантисс. Работа основной программы сводится к отысканию численных коэффициентов при этих одночленах. Для коэффициентов отведено специальное место в памяти ("массив коэффициентов").

В данной задаче одночленов в "шаблоне" 160. Т.к. действие рассматриваемой подпрограммы существенно опирается на особенности данной задачи, то ее блок-схема не приводится. В большинстве задач, по-видимому, выгоднее делать эту работу "вручную".

8. Программа аналитического интегрирования (ПАИ)

В программу вводится информация о числителе и знаменателе подинтегральной функции. Т.к. в задаче возможны всего два типа знаменателей (см./2/), то достаточно составить программу для одного из них, а переход к другому приведет лишь к небольшому изменению программы. Ниже излагается программа для случая знаменателя $(1)(3)(k)(q)$.

Информация о числителе поступает в четыре ячейки $\mathcal{P}, B_1, B_2, B_3$ после работы ПАУ-I. Для дальнейшего важно, во сколько скалярных произведений B_1, B_2, B_3 входит переменная интегрирования k . Для этого путем просмотра ячеек B вырабатывается показатель μ , указывающий число таких произведений ($\mu = 0, 1, 2$).

Далее программа разветвляется (рис.7)

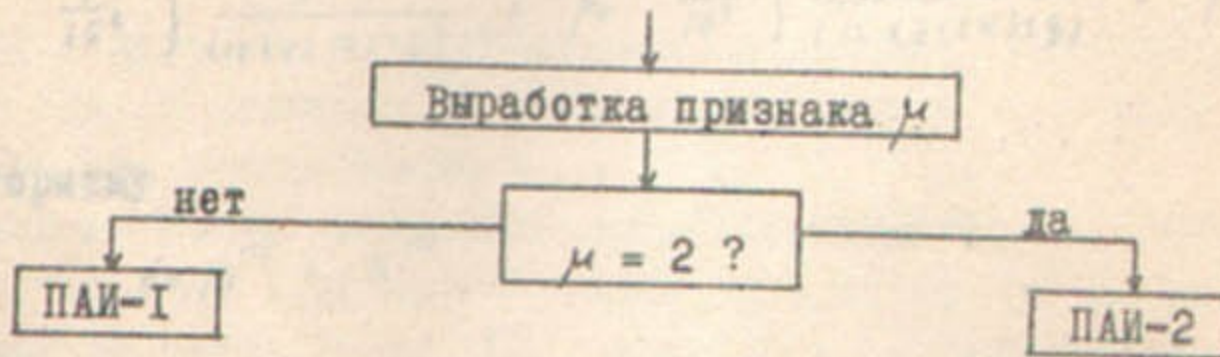


Рис. 7.

Целесообразно предварительно рассмотреть некоторые блоки ПАИ.

1) Блок "расшифровки" (БР)

Всего в рассматриваемой задаче возможны 10 скалярных произведений вида $P_i P_k$. Пользуясь законами сохранения, их можно представить в виде

линейной комбинации μ^2, m^2 и инвариантов ζ и η :

$$p_c p_k = a_{ik} \mu^2 + b_{ik} m^2 + c_{ik} \zeta + d_{ik} \eta$$

Будем называть эту операцию "расшифровкой" скалярного произведения. Выполняется "расшифровка" следующим образом:

В массиве информации к БР записаны 10 строк вида 000; p; p_k, K, 0000. Первый адрес строки указывает, о каком скалярном произведении идет речь, а K — номер ячейки, в которой содержится коэффициент a_{ik}. В ячейках K+1, K+2, K+3 содержатся коэффициенты b_{ik}, c_{ik}, d_{ik}.

Например:

000	0401	1740	000	1740	- 1/2
				1	- 1/2
				2	+ 1/2
				3	- 1/2

означает

$$p_4 p_1 = -\frac{1}{2} \mu^2 - \frac{1}{2} m^2 + \frac{1}{2} \zeta - \frac{1}{2} \eta$$

Блок расшифровки находит для p_p-произведения A₁ строку с адресом четверки коэффициентов a_{ik}, b_{ik}, c_{ik}, d_{ik} и заносит эти коэффициенты в четыре последовательные "арифметические ячейки" N₁ (n₁₁, n₁₂, n₁₃, n₁₄) а в четыре "алгебраические" ячейки M₁ (m₁₁, m₁₂, m₁₃, m₁₄) заносит символы величин μ^2, m^2, ζ, η . Затем расшифровываются A₂ и A₃.

В случае скалярного произведения типа κp БР сразу же вычисляет интеграл

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{(kp) d^4k}{(1)(3)(k)(q)} = p_c \cdot \frac{1}{i\pi^2} \int \frac{k_\sigma d^4k}{(1)(3)(k)(q)} = p_c v_\sigma^{(c)}$$

по алгоритму

$$k_\sigma p_c^{(c)} = H^{(c)}$$

$$p_{4\sigma} v_\sigma^{(c)} = -\frac{1}{2} \bar{y} + \frac{1}{2} H^{(c)} - \frac{1}{2} \zeta v^{(c)}$$

$$p_{3\sigma} v_\sigma^{(c)} = -\frac{1}{2} \bar{y} + \frac{1}{2} H^{(c)}$$

$$p_{2\sigma} v_\sigma^{(c)} = \frac{1}{2} \bar{y} - \frac{1}{2} H^{(c)} + \frac{1}{2} \zeta v^{(c)}$$

$$p_{1\sigma} v_\sigma^{(c)} = \frac{1}{2} \bar{y} - \frac{1}{2} H^{(c)}$$

(5)

Принцип работы БР в этом случае прежний, только в алгебраические ячейки записываются символы $y, \bar{y}, H''', \delta''''$, а не M^2, m^2, β, γ .

Пример:

Преобразование

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{(f_1 f_2) (k f_3) (f_4 f_5)}{(1) (3) (k) (2)} d^4 k = (-m^2) \left(-\frac{1}{2} y + \frac{1}{2} H'''\right) \left(-\frac{1}{2} M^2 - \frac{1}{2} m^2 + \frac{1}{2} \beta - \frac{1}{2} \gamma\right)$$

в БР выглядит так:

$$\left. \begin{array}{l} 0101 \\ 0503 \\ 0401 \end{array} \right\} \rightarrow \left\{ \begin{array}{l} 0000 \quad 0000 \quad 0017 \\ 0000 \quad 0000 \quad 0020 \\ 0010 \quad 0000 \quad 0000 \\ 0020 \quad 0000 \quad 0000 \end{array} \right\} \mathcal{M}_1 \left\{ \begin{array}{l} 0 \\ -1 \\ 0 \\ 0 \end{array} \right\} \mathcal{N}_1$$

$$\left\{ \begin{array}{l} 0000 \quad 0000 \quad 0001 \\ 0000 \quad 0000 \quad 0002 \\ 0000 \quad 0000 \quad 0010 \\ 0010 \quad 0700 \quad 0000 \end{array} \right\} \mathcal{M}_2 \left\{ \begin{array}{l} 0 \\ -1/2 \\ +1/2 \\ 0 \end{array} \right\} \mathcal{N}_2$$

$$\left\{ \begin{array}{l} 0000 \quad 0000 \quad 0017 \\ 0000 \quad 0000 \quad 0020 \\ 0010 \quad 0000 \quad 0000 \\ 0020 \quad 0000 \quad 0000 \end{array} \right\} \mathcal{M}_3 \left\{ \begin{array}{l} -1/2 \\ -1/2 \\ +1/2 \\ -1/2 \end{array} \right\} \mathcal{N}_3$$

Блок-схема БР приведена на рис. 8.

2) Блок подготовки.

Блок подготовки перерабатывает информацию, записанную в \mathcal{P} :

- 1) меняет знак у отличных от нуля коэффициентов \mathcal{M}_1 , если $\epsilon_1 = 2$;
- 2) умножает эти коэффициенты на 4, если $\epsilon_2 = 2$;
- 3) умножает по ПАУ-2 соответствующие "алгебраические" символы из \mathcal{M}_1 на m^2 , если $\epsilon_3 = 1$; на M^2 , если $\epsilon_3 = 2$; на $M^2 m^2$, если $\epsilon_3 = 3$;
- 4) умножает по ПАУ-2 \mathcal{M}_1 на δ'''' , если $\mu = 0$. Этим самым, согласно (3) выполняется интегрирование по $d^4 k$ в этом случае.

3) Блок приведения подобных членов (БПП)

В блок поступает один из одночленов \mathcal{L} , предусмотренных программой "шаблон", и численный коэффициент при нем ω . Блок просматривает "шаблон", находит строку, совпадающую с \mathcal{L} , и к соответствующему коэффициенту прибавляет ω .

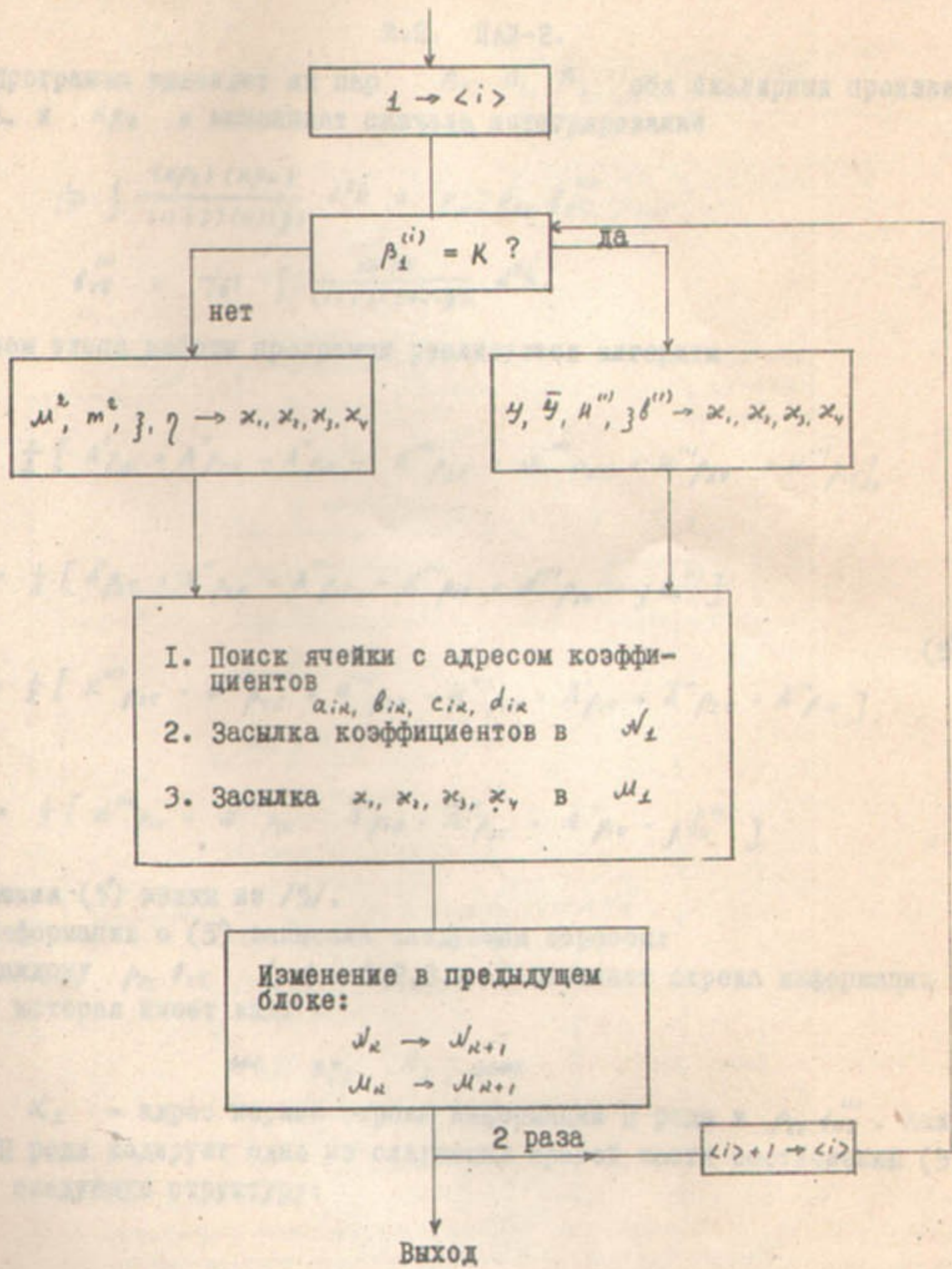


Рис. 8.

8.1. ПАИ-1.

Работа ПАИ-1 ясна из рис.9. Упрощения, вносимые в программу при $\mathcal{N}_2 = 0$ или $\mathcal{N}_3 = 0$, не показаны. Косой крест означает умножение одночленов по ПАУ-2, точка - обычное умножение чисел.

8.2. ПАИ-2.

Программа выделяет из пар $\beta_1, \beta_2, \beta_3$ оба скалярных произведения κ_{pm} и κ_{pe} и выполняет сначала интегрирование

$$\frac{1}{i\pi^2} \int \frac{(\kappa_{pe})(\kappa_{pm})}{(1)(3)(\kappa)(\varphi)} d^4k = \rho_{ms} \rho_{ts} v_{st}''',$$

$$v_{st}''' = \frac{1}{i\pi^2} \int \frac{\kappa_s \kappa_t}{(1)(3)(\kappa)(\varphi)} d^4k$$

На первом этапе работы программы реализуется алгоритм

$$\rho_{1s} v_{st}''' = \frac{1}{2} [A' \rho_{3s} + A'' \rho_{2s} - A''' \rho_{1s} - K''' \rho_{2s} + \mathcal{N}''' \rho_{4s} - H''' \rho_{2s} + H''' \rho_{1s}],$$

$$\rho_{2s} v_{st}''' = \frac{1}{2} [A' \rho_{3s} + A'' \rho_{2s} - A''' \rho_{1s} - K''' \rho_{1s} + \mathcal{N}''' \rho_{2s} + 3 v_{st}''']$$

$$\rho_{3s} v_{st}''' = \frac{1}{2} [K''' \rho_{2s} - \mathcal{N}''' \rho_{4s} + H''' \rho_{2s} - H''' \rho_{1s} + \bar{A}' \rho_{1s} + \bar{A}'' \rho_{2s} - \bar{A}''' \rho_{1s}],$$

$$\rho_{4s} v_{st}''' = \frac{1}{2} [K''' \rho_{1s} - \mathcal{N}''' \rho_{3s} - \bar{A}' \rho_{1s} - \bar{A}'' \rho_{2s} + \bar{A}''' \rho_{1s} - 3 v_{st}''']$$

Соотношения (5) взяты из /5/.

Информация о (5) записана следующим образом:

Каждому $\rho_{\ell s} v_{st}'''$ ($\ell = 1, 2, 3, 4$) отвечает строка информации I рода, которая имеет вид:

$$000; \kappa_{pe}, K_1, 0000$$

Здесь K_1 - адрес первой строки информации II рода к $\rho_{\ell s} v_{st}'''$. Каждая строка II рода кодирует одно из слагаемых правой части соотношений (5) и имеет следующую структуру:

$$e, 00; \varphi_2, 00 \rho_i, 0000$$

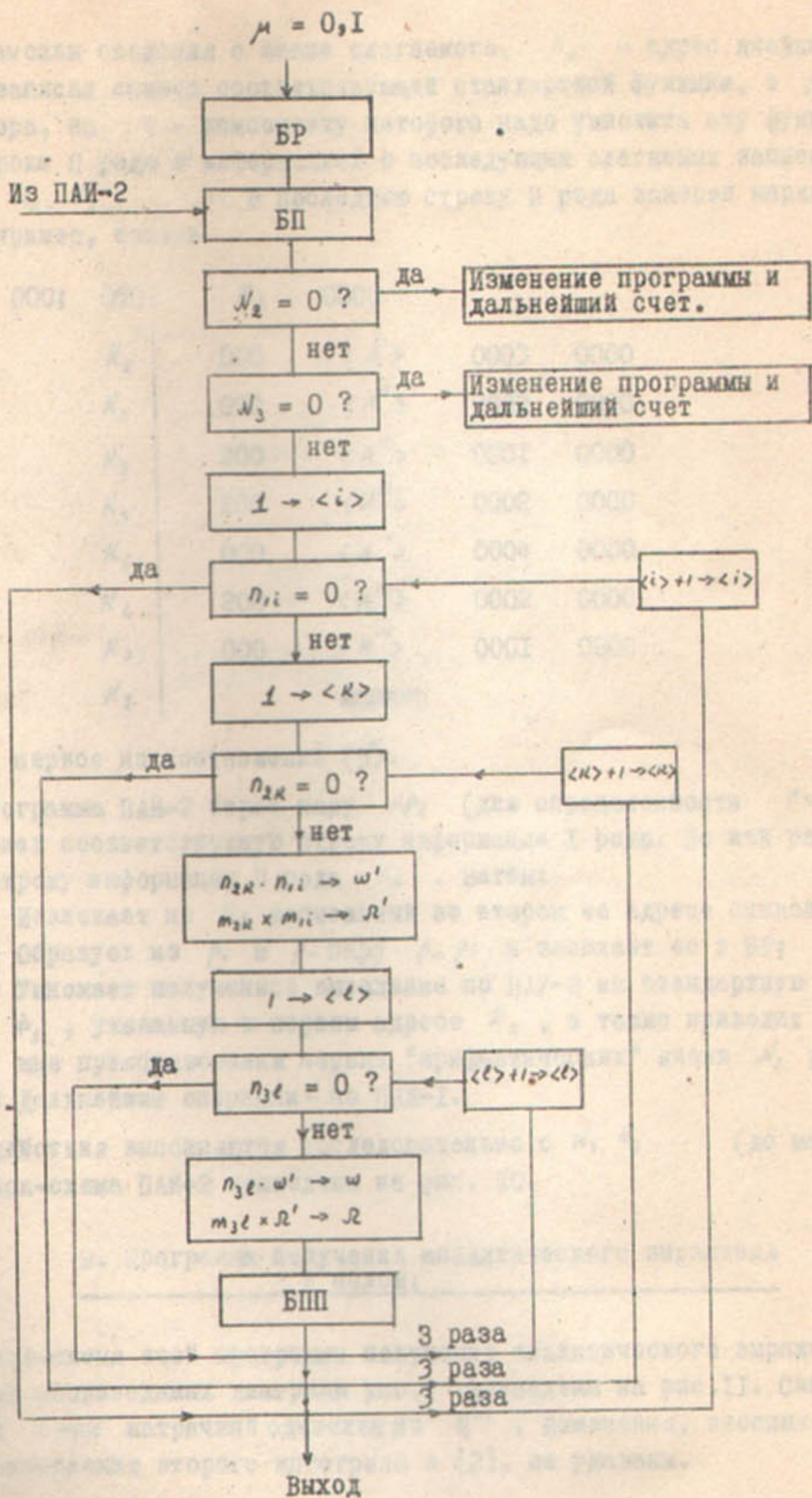


Рис. 9.

В ϵ_1 записаны сведения о знаке слагаемого, K_1 - адрес ячейки, в которой записан символ соответствующей стандартной функции, а ρ_i - символ вектора, на σ - компоненту которого надо умножить эту функцию.

Строки II рода с информацией о последующих слагаемых записаны в ячейках $K_2, K_3 \dots$. В последнюю строку II рода занесен маркер.

Например, запись

000;	0501	K_1	0000		
	K_1	000	$\langle A' \rangle$	0003	0000
	K_2	000	$\langle A'' \rangle$	0002	0000
	K_3	200	$\langle A''' \rangle$	0001	0000
	K_4	200	$\langle K''' \rangle$	0002	0000
	K_5	000	$\langle N''' \rangle$	0004	0000
	K_6	200	$\langle H''' \rangle$	0002	0000
	K_7	000	$\langle H''' \rangle$	0001	0000
	K_8		маркер		

кодирует первое из соотношений (5).

Программа ПАИ-2 берет пару $\langle \rho_i \rangle$ (для определенности $i > m$) и разыскивает соответствующую строку информации I рода. По ней разыскивает первую строку информации II рода K_1 . Затем:

- 1) Извлекает из K_1 записанный во втором ее адресе символ ρ_i ;
- 2) Образует из ρ_i и ρ_m пару $\rho_m \rho_i$ и записывает ее в БР;
- 3) Умножает полученное выражение по ПАУ-2 на стандартную функцию ϕ_i ; указанную в первом адресе K_1 , а также приводит необходимые преобразования первых "арифметических" ячеек N_1 ;
- 4) Дальнейшие операции - по ПАИ-1.

Эти же действия выполняются последовательно с $K_2, K_3 \dots$ (до маркера).

Блок-схема ПАИ-2 приведена на рис. 10.

9. Программа получения аналитического выражения в целом.

Блок-схема всей программы получения аналитического выражения для вклада от неприводимых диаграмм рис. I приведена на рис. II. Символ q_i'' означает i -ый матричный одночлен из q'' . Изменения, вносимые в программу для вычисления второго интеграла в (2), не указаны.

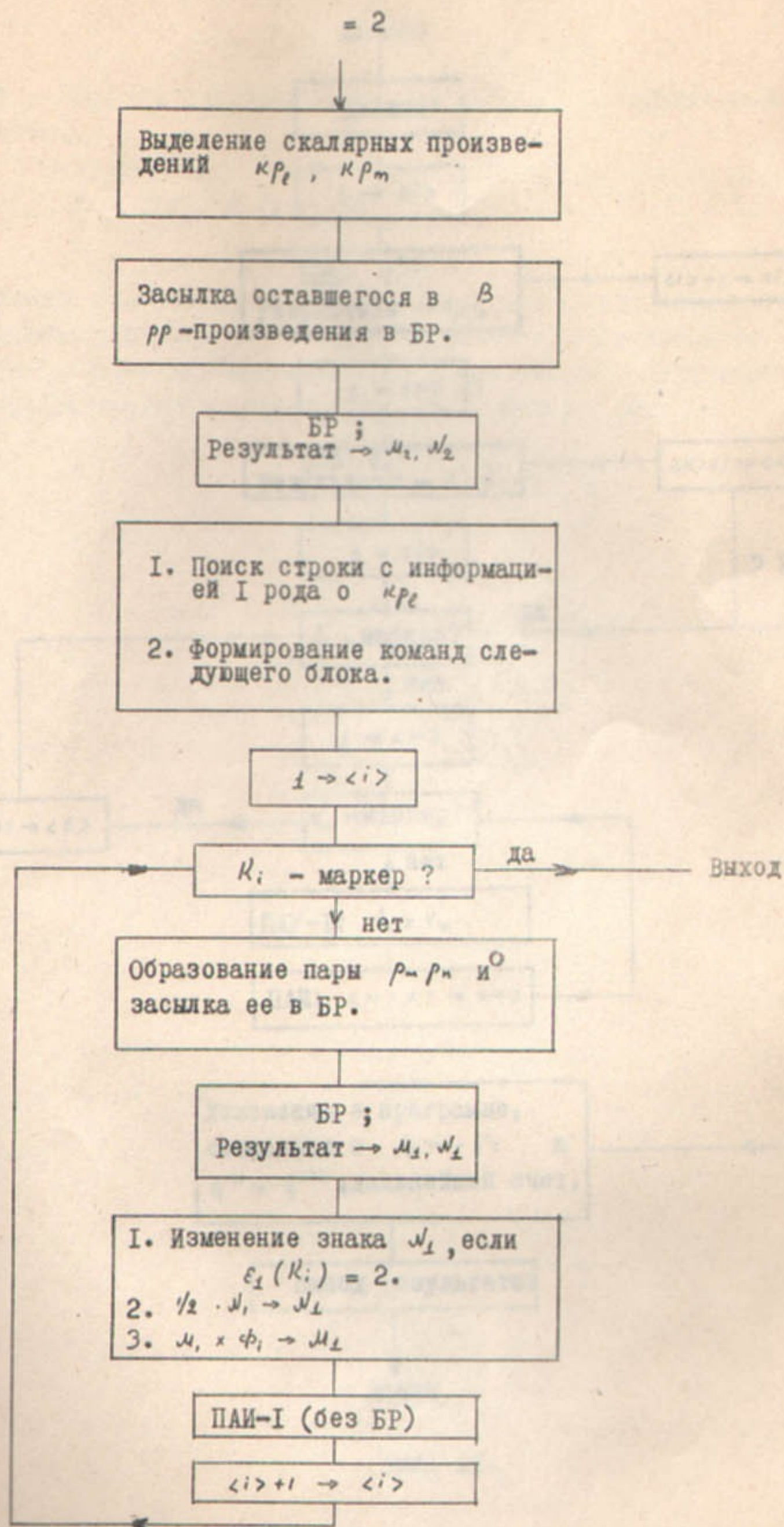


рис. 10. - та -

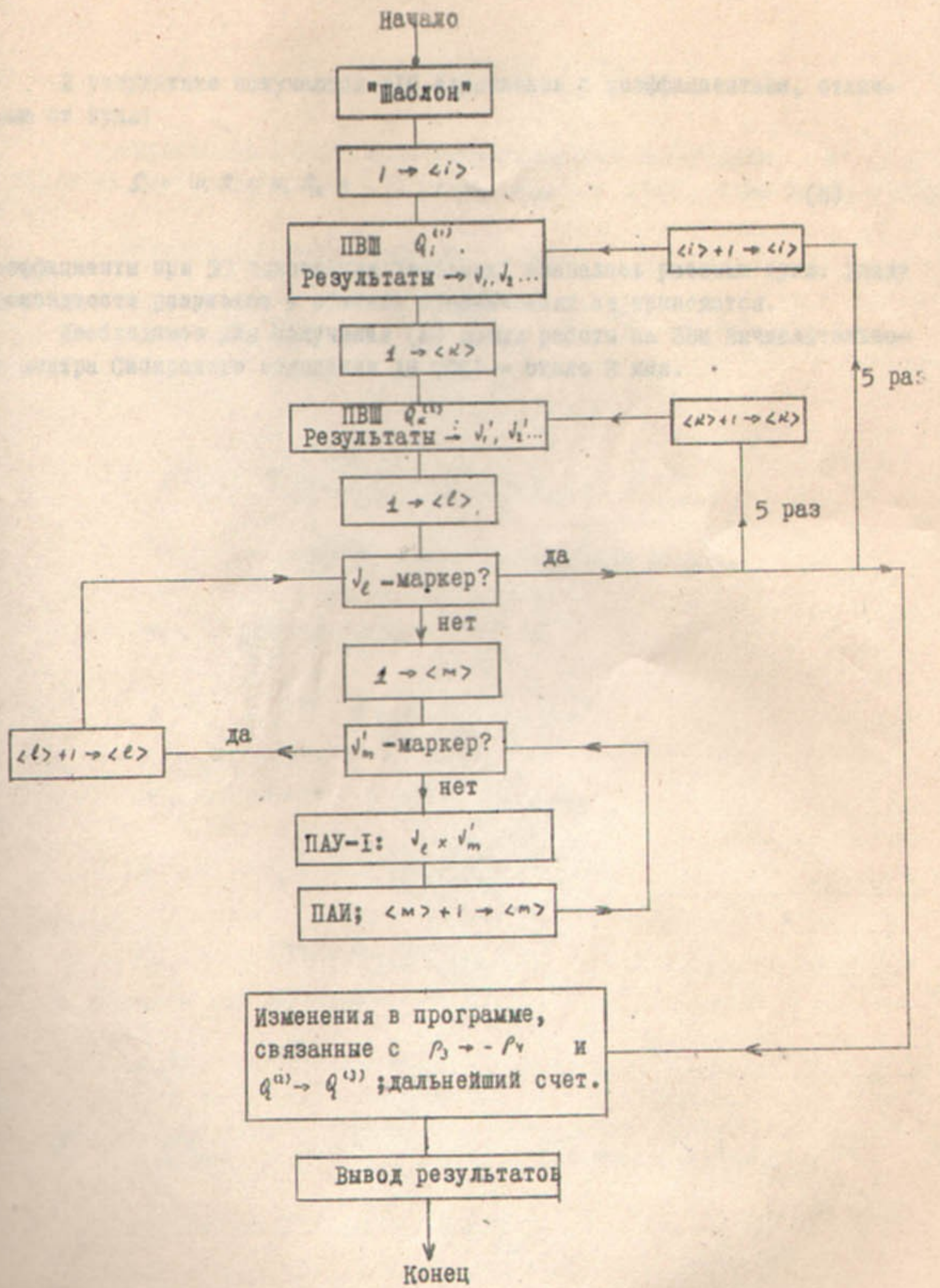


Рис. II.

В результате получаются 110 одночленов с коэффициентами, отличными от нуля:

$$S_i = \omega_1 R_1 + \omega_2 R_2 + \dots + \omega_{110} R_{110} \quad (6)$$

Коэффициенты при 50 одночленах "шаблона" оказались равными нулю. Ввиду громоздкости результат в обычных обозначениях не приводится.

Необходимое для получения (6) время работы на ЭВМ Вычислительного центра Сибирского отделения АН СССР - около 8 мин.

III. АРИФМЕТИЧЕСКАЯ ЧАСТЬ .

Арифметическая часть программы вычисляет инварианты и для заданных энергий процесса и угла рассеяния и стандартные функции задачи.

Стандартные функции имеют явный вид:

$$\bar{y} = \frac{1}{2\sqrt{3(3+4)}} \left[\ln^2 \frac{1-\bar{\rho}}{\bar{\rho}} - \ln^2 \frac{\bar{\alpha}-1}{\bar{\alpha}} - 2\phi\left(\frac{\bar{\rho}}{\bar{\rho}-1}\right) + 2\phi\left(\frac{\bar{\alpha}}{\bar{\alpha}-1}\right) + \pi^2 \right],$$

$$\bar{\alpha} = \frac{1}{2} [3+2 + \sqrt{3(3+4)}], \quad \bar{\rho} = \frac{1}{2} [3+2 - \sqrt{3(3+4)}],$$

$$\phi(x) = - \int_0^x \frac{\ln|1-y|}{y} dy \quad - \text{ функция Спенса;}$$

$$y(z) = \mu^{-2} y(z/\mu^2);$$

$$A' = (3y - 2\ln z/\mu^2) / (3 + 4\mu^2);$$

$$A'' = (2\mu^2 y + \ln^2 z/\mu^2) / (3 + 4\mu^2);$$

$$\bar{A}' = -(3\bar{y} - 2\ln 3) / (3+4);$$

$$\bar{A}'' = (2\bar{y} + \ln 3) / (3+4);$$

$$K''' = y''' + \mu''' \ln \lambda^2;$$

$$y''' = \frac{1}{\rho^2 \sin 2\theta} \left[(\gamma_1 + \gamma_2) \ln(\rho \operatorname{ch} \theta) - \gamma_1 \ln \operatorname{ch} \gamma_1 - \gamma_2 \ln \operatorname{ch} \gamma_2 + L(\gamma_1) + L(\gamma_2) \right],$$

$$\gamma_1 = \operatorname{Arth}(1-2a) \operatorname{th} \theta, \quad \gamma_2 = \operatorname{Arth}(1+2a) \operatorname{th} \theta,$$

$$\alpha = -\frac{1}{2}(1+b/a), \quad \operatorname{sh}^2 \theta = a/4\rho^2, \quad \rho^2 = -(\alpha^2 a + \alpha b + c),$$

$$a = -(\eta + 2\mu^2 + 2), \quad b = \eta + 3\mu^2 + 1, \quad c = -\mu^2,$$

$$L(z) = \int_0^z z' \operatorname{th} z' dz'$$

$$\mu''' = \frac{1}{2\rho^2 \operatorname{sh} 2\theta} \left(\operatorname{Arth} \frac{b}{2\rho^2 \operatorname{sh} 2\theta} - \operatorname{Arth} \frac{2a+b}{2\rho^2 \operatorname{sh} 2\theta} \right);$$

$$\theta''' = -\left(2\mu'''/3\right) \operatorname{Ln}(3/\lambda^2),$$

$$K''' = \left(1 - \frac{\mu^2-1}{a}\right) \mu''' - \frac{\operatorname{Ln} \mu}{a},$$

$$N''' = 2\mu''' - K''';$$

величины с верхним индексом 2 получаются из соответствующих величин с верхним индексом I заменой:

$$\eta \rightarrow -3 - 2\mu^2 - 2,$$

что эквивалентно

$$\rho_2 \rightarrow -\rho_1$$

Все приведенные выражения (7), кроме $A', A'', \bar{A}', \bar{A}'', H'''$ взяты из /5/.

Представляет некоторый интерес вычисление $\phi(z)$ и $L(z)$, входящих в выражения для стандартных функций.

Для функции Спенса получено быстроходящееся в области $\operatorname{Re} z < \frac{1}{2}$, $|z| < 1$ разложение:

$$\phi(z) = z + \frac{1}{2} + (1-z) \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n B_n S_n(u),$$

$$S_n(u) = \sum_{k=2n+1}^{\infty} \frac{(-u)^k}{k!}, \quad u = \operatorname{Ln}(1-z),$$

$$B_n - \text{числа Бернулли: } B_1 = \frac{1}{6}, \quad B_2 = \frac{1}{30}, \quad \dots \quad (8)$$

В остальной области изменения z могут быть использованы различные формулы приведения /II/.

Для функции $L(z)$ получены выражения:

$$L(z) = \frac{z^2}{2} - z \ln(1+t) + \frac{1}{2} \phi(-t) - \frac{\pi^2}{24}, \quad t = e^{-2z}$$

$$(Re z > 0, \quad Im z \neq 0)$$

$$L(iy) = i \left[\Psi(y - \frac{\pi}{2}) + \frac{\pi}{2} \ln 2 + \frac{\pi}{2} \ln |\cos y| \right],$$

$$(Im y = 0, \quad |y| < \pi)$$

$$\Psi(x) = x \left[1 - 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{z(2n)}{2n+1} \left(\frac{x}{\pi}\right)^{2n} \right],$$

$$z(x) = 1 + \frac{1}{2^x} + \frac{1}{3^x} + \dots - \text{функция Римана. (9)}$$

Для вычисления $L(z)$ в области $Re z < 0$ использовалась нечетность функции.

IV. ПОЛУЧЕНИЕ ЧИСЛЕННЫХ РЕЗУЛЬТАТОВ.

Выписывать явный вид (6), а затем "вручную" составлять программу для счета S , нерационально. В работе применен прием, который в принципе сводится к следующему:

Результаты арифметической части программы заносятся в ячейки, номер которых совпадает с двузначным кодом символа соответствующей стандартной функции. Например, $f^{(2)}$ заносится в ячейку 0013, f - в 0001 и т.д. Затем специальная расшифровывающая программа извлекает в качестве первого сомножителя стандартную функцию, записанную в начале L_1 , в качестве второго сомножителя - следующую стандартную функцию и т.д., перемножает их и умножает результат на ω_1 . Аналогичные операции выполняются с $\omega_1 L_2$ и т.д.

Для перехода от процесса $e^+ + \mu^- \rightarrow e^- + \mu^+$ к другим электрон-мюонным процессам нужно лишь в определении β и γ произвести замену:

$$1) \quad e^+ + \mu^- \rightarrow e^- + \mu^+$$

$p_1 \rightarrow -p_{2+}$, $p_2 \rightarrow -p_{1+}$, где p_{1+} и p_{2+} - 4-импульсы начального и конечного позитронов; смысл p_3 и p_4 - прежний

$$2) \quad e^+ + e^- \rightarrow \mu^- + \mu^+$$

$p_1 \rightarrow p_-$, $p_2 \rightarrow -p_+$, $p_3 \rightarrow -p_+$, $p_4 \rightarrow p_-$, где p_- и p_+ - 4-импульсы соответственно электрона и позитрона, p_- и p_+ - 4-импульсы соответственно отрицательного и положительного мюонов.

Примеры расчета вклада от неприводимых диаграмм приведены на рис. 12 и 13. Энергия всюду в единицах mc^2 , λ положено равным 1. Как видно из результатов, приближение, принятое в /5/, является в рассматриваемой области энергий достаточно хорошим.

Время счета одной точки на ЭВМ Вычислительного центра СО АН СССР - около 1 сек.

Имеется также программа для расчета вклада δ_2 от радиационных поправок, связанных с вершинной частью и собственной массой фотона, и δ_3 - поправки, связанной с излучением мягких квантов.

Пользуюсь случаем выразить благодарность кандидату физ.мат.наук В.Н.Байеру за инициирование работы и обсуждение результатов, доктору физ.мат.наук М.К.Фаге за обсуждение методики работы и И.Е.Смеловой за помощь в отладке арифметической части программы.

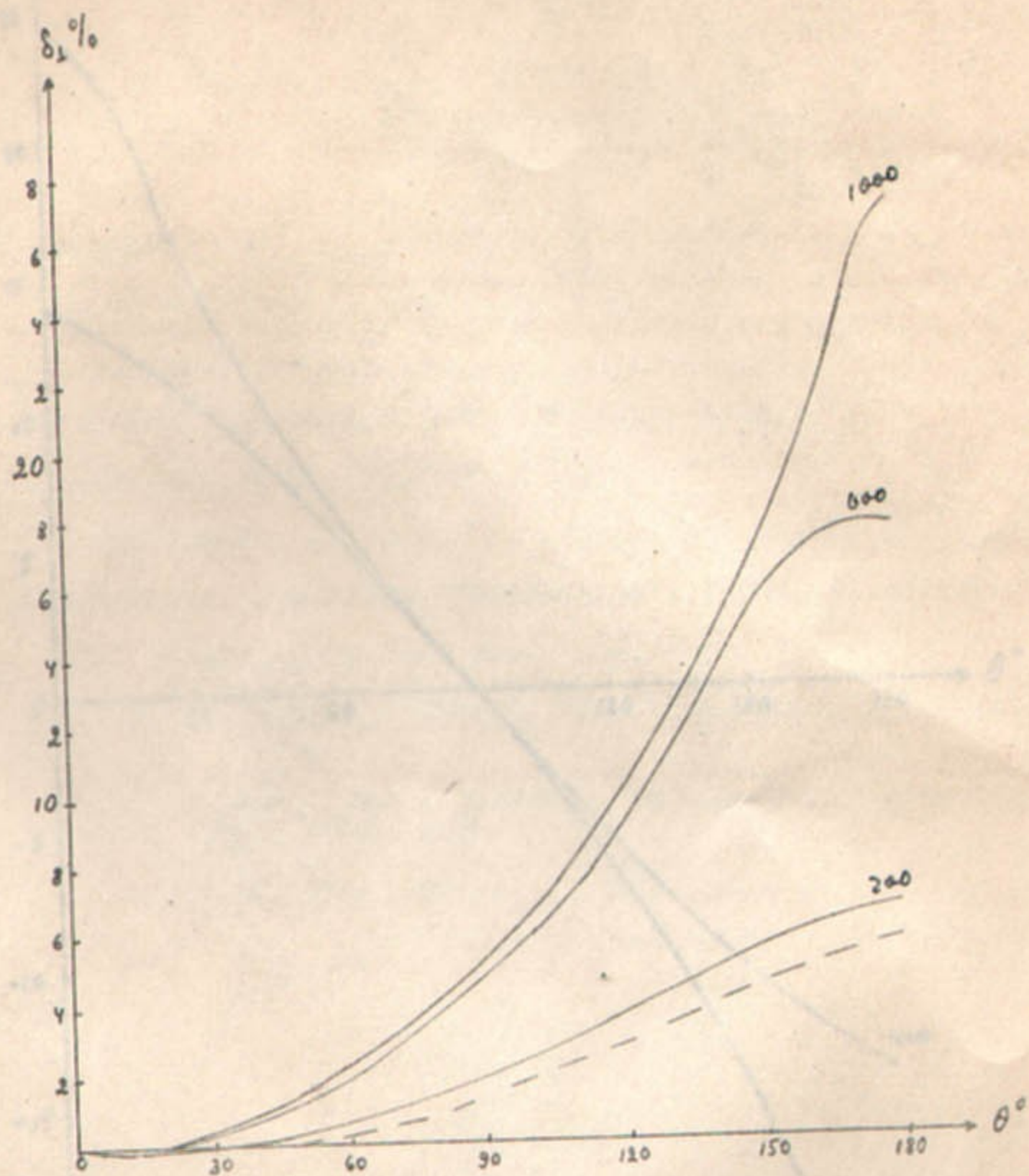


Рис. 12.

Вклад от неприводимых диаграмм для случая рассеяния частиц одного знака. Цифры на кривых - энергия налетающего электрона в с.ц.и. θ - угол рассеяния. В случае частиц разного знака δ_1 сохраняет абсолютную величину, но меняет знак. Пунктиром проведена кривая для $E = 200$ из /5/.

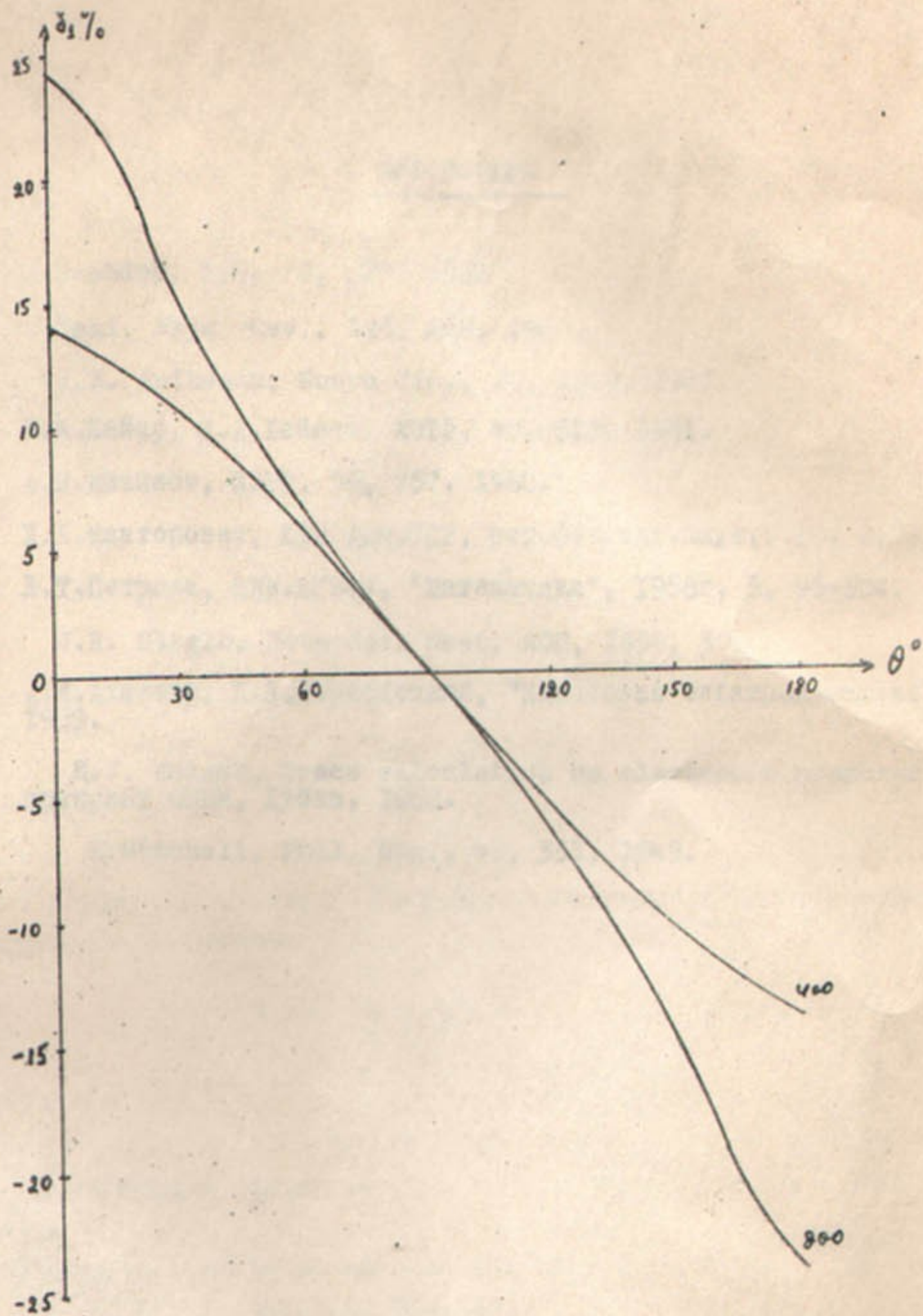


Рис. 13.

Вклад от неприводимых диаграмм для процесса $e^+e^- \rightarrow \mu^+\mu^-$.
 Цифры на кривых — энергия электрона в с.ц.и. θ — угол между налетающим электроном и вылетающим μ^- -мезоном в с.ц.и.

Литература

- /1/ В.Н.Байер, УФН, 78, 620, 1962
- /2/ Tsai, Phys. Rev., 120, 269, 1960.
- /3/ К.Е. Eriksson, Nuovo Cim., 19, 1029, 1961.
- /4/ В.Н.Байер, С.А.Хейфец, ЖЭТФ, 40, 613, 1961.
- /5/ А.И.Никишов, ЖЭТФ, 39, 757, 1960.
- /6/ Л.В.Канторович, ИАН Арм.ССР, сер.физ.мат.наук, т.10, 2,3-16, 1957.
- /7/ Л.Т.Петрова, Изв.ВУЗов, "Математика", 1958г, 5, 95-104.
- /8/ J.R. Slagle, 14th Nat. Meet. ACM, 1959, 30.
- /9/ А.И.Ахиезер, В.Б.Берестецкий, "Квантовая электродинамика", М, 1959.
- /10/ Н.Ж. Kaiser, Trace calculation on electronic computer, препринт ОИЯИ, Дубна, 1962.
- /11/ К.Mitchell, Phil. Mag., 40, 351, 1949.

Ответственный за выпуск В.В.Соколов
подписано к печати МН02721
формат бумаги 270 x 190, тираж 200
заказ № 024 . Бесплатно

Отпечатано на ротапринтере в Институте ядерной
физики СО АН СССР.