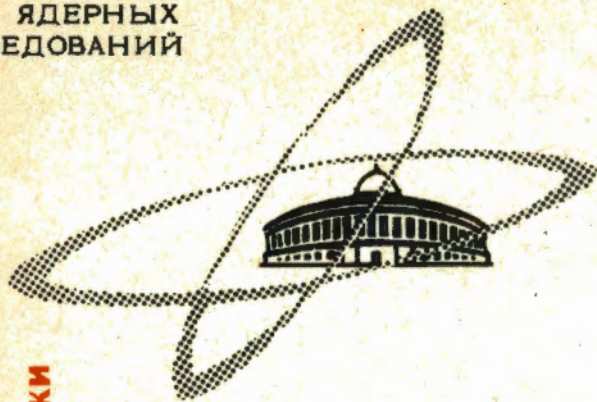


И-231

ОБЪЕДИНЕННЫЙ
ИНСТИТУТ
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ

Дубна

Р11 - 3983



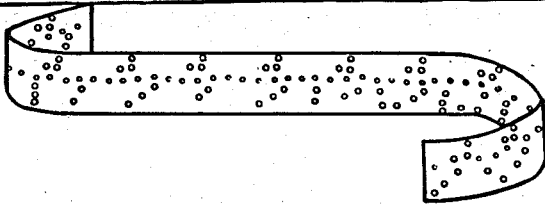
ЛАБОРАТОРИЯ ВЫЧИСЛИТЕЛЬНОЙ ТЕХНИКИ
И АВТОМАТИЗАЦИИ

З.М.Иванченко, А.В.Лукьянцев, А.Д.Макаренкова,
В.И.Мороз, Г.Н.Тентюкова

ПРОГРАММА ИДЕНТИФИКАЦИИ КАНАЛОВ
РЕАКЦИЙ

(ВАРИАНТ 10 - 30)

1968



7470/6 мр.

Объединенный институт
ядерных исследований
ЛВТА

P11 - 3983

З.М.Иванченко, А.В.Лукьянцев, А.Д.Макаренкова,
В.И.Мороз, Г.Н.Тентюкова

ПРОГРАММА ИДЕНТИФИКАЦИИ КАНАЛОВ
РЕАКЦИЙ

(ВАРИАНТ 10 - 30)

Объединенный институт
ядерных исследований
БИБЛИОТЕКА

О Г Л А В Л Е Н И Е :

	Стр.
§ 1. Назначение программы	3
§ 2. Формирование данных для расчетов	4
§ 3. Постановка экстремальной задачи	8
§ 4. Решение задачи поиска минимума M_3^2	10
§ 5. Исключение заведомо плохих гипотез	11
§ 6. Уравнения связи	12
§ 7. Проверка программы	15
Литература	17

§ 1. НАЗНАЧЕНИЕ ПРОГРАММЫ

Программа IO-30, описание которой дается в этой работе, является дальнейшим усовершенствованием /1/.

Программа IO-30 построена по той же схеме, что и ранее использовавшаяся программа идентификации каналов реакций IO-IO [1] и предназначена для идентификации одновершинных событий /идентификация V^0 частиц и γ квантов, входящих в событие, должна быть выполнена предварительно/.

В программе IO-30 принята такая же форма задания гипотез, как и в IO-IO, и так же имеется возможность обсчитывать гипотезы, характеризующиеся как одним и четырьмя уравнениями связи, так и двумя и пятью уравнениями /последнее для событий с γ -квантами/.

Как и раньше, для определения χ^2_{min} и уточненных значений параметров следов на начальных итерациях используется стандартная программа минимизации квадратичного функционала [2], а на последней итерации - метод неопределенных множителей Лагранжа.

Вместе с тем, в новый вариант программы включены дополнительные блоки, в частности:

1/ используется матрица ошибок исходных параметров, что дает более полную информацию о треке;

2/ для сокращения времени счета есть возможность поиска минимума не сразу по всем параметрам, а по некоторым из них, две последних итерации выполняются всегда по всем параметрам;

3/ для отбрасывания заведомо плохих гипотез производится предварительно одна итерация при поиске минимума функции Лагранжа и вычисляется χ^2 - оценочное при полученных значениях параметров;

4/ проводится идентификация событий, следы которых об- считывались по геометрической программе I-6 ^{/3/}, учитывающей при счете параметров массы частиц.

Схема программы изображена на рис. I.

§ 2. ФОРМИРОВАНИЕ ДАННЫХ ДЛЯ РАСЧЕТОВ

Исходными данными для IO-30 являются результаты геомет- рической программы I-6 ^{/3/} и программы идентификации V^0 -частиц и γ -квантов 2-4, которая является вариантом программы 2-3 ^{/4/}.

Программа I-6 выдает набор параметров частицы, вычис- ленный при определенном значении массы, в качестве которой могут быть взяты массы P , K , π , e . В соответствии с числом частиц, для которых производится расчет в геометри- ческой программе, она может выдать от одного до четырех на- боров параметров. Программа 2-4 выдает наборы параметров для частиц K^0 , Λ^0 , γ .

Программа IO-30 выбирает по заданной гипотезе о части- це тот набор параметров, из выданных программами I-6 и 2-4, который соответствует этой частице /для заряженных следов берутся результаты I-6, для зарегистрированных нейтральных - результаты 2-4/.

Если для заряженной частицы заданная гипотеза не обра- батывалась по I-6, то она либо отбрасывается, либо для нее считается набор параметров путем экстраполяции, исходя из

значений параметров для ближайшей массы.

Рассмотрим подробно процедуру получения исходных пара- метров для заряженных частиц.

Если в выдаче геометрической программы указан признак идентификации $/N_{ug} \neq 0;77 /$, то в программе IO-30 могут быть приняты только те гипотезы о частице, которые входят в N_{ug} , и выбираются соответствующие этим частицам наборы параметров.

При $N_{ug} = 00$ допускаются гипотезы $\pi^+, K^+, P, \Sigma^+, \tilde{\Sigma}^-$, если геометрическая программа определила, что частица поло- жительная, и $\pi^-, K^-, \Sigma^-, \Xi^-, \tilde{P}, \tilde{\Sigma}^+$, если частица отри- цательная.

При $N_{ug} = 77$ дополнительно допускаются гипотезы e^+ для положительной частицы и e^- для отрицательной.

Значения параметров для гипотез π, K, P, e берут- ся непосредственно из выдачи I-6. Для определения парамет- ров частиц Σ^+ и $\tilde{\Sigma}^-$ за основу берется набор параметров для P , а для частиц $\Sigma^-, \Xi^-, \tilde{P}, \tilde{\Sigma}^+$ - набор парамет- ров для K^- .

Если гипотеза P для положительной частицы / K^- для отрицательной/ была забракована геометрической программой, то в IO-30 гипотезы о более тяжелых частицах не рассматри- ваются.

Обозначим через η частицу $/P$ или $K^- /$, которая берется за основу вычислений, через ξ - частицу, для ко- торой вычисляются параметры.

Обозначим здесь и в дальнейшем

P - импульс частицы
 α - угол подъема
 β - азимутальный угол

в первой точке трека

Введем также величину $\kappa = \frac{A}{\rho \cos \alpha}$, где $A = \text{const}$.

Параметры частицы ξ определяются по формулам

$$P_{\xi} = P_{\eta} - (\delta P_{\eta} - \delta P_{\xi}) \quad /1/$$

$$\delta P_{\eta} = \left| \frac{dP}{dS} \kappa_1 S + \frac{1}{2} \frac{d^2 P}{dS^2} (\kappa_1 S)^2 \right|_{P_{\eta}, M_{\eta}} \quad /2/$$

$$\delta P_{\xi} = \left| \frac{dP}{dS} \kappa_1 S + \frac{1}{2} \frac{d^2 P}{dS^2} (\kappa_1 S)^2 \right|_{P_{\eta}, M_{\xi}} \quad /3/$$

где

S - длина трека,

M - масса частицы,

a_1 и a_2 - константы,

$$V = \frac{P}{\sqrt{P^2 + M^2}} \cdot \frac{dP}{dS} = -\frac{a_1}{V^3} \left(\ln \frac{V^2}{1-V^2} - V^2 + a_2 \right)$$

$$\beta_{\xi} = \beta_{\eta} + \frac{(\delta P P)_{\eta}}{(\Delta P)_{\eta}^2} (P_{\xi} - P_{\eta}) \quad /4/$$

где $\delta_{P\beta} = \overline{\Delta P \Delta \beta}$ /см. описание выдачи 1-6 /3/;

$$\alpha_{\xi} = \alpha_{\eta}$$

$$\Delta P_{\xi} = P_{\xi} \sqrt{\left(\frac{\Delta P}{P}\right)_{\eta}^2 - \frac{\kappa_2}{S \cos^2 \alpha_{\xi}} \left(\frac{1}{V_{\eta}^2} - \frac{1}{V_{\xi}^2}\right)} \quad /5/$$

$$(\Delta \beta)_{\xi}^2 = (\Delta \beta)_{\eta}^2 - \kappa_3 \frac{(2,2)^2 S}{X_0 \cos^2 \alpha_{\xi}} \left(\frac{1}{P_{\eta}^2 V_{\eta}^2} - \frac{1}{P_{\xi}^2 V_{\xi}^2}\right) \quad /6/$$

$$(\Delta \text{tg} \alpha)_{\xi}^2 = (\Delta \text{tg} \alpha)_{\eta}^2 - \kappa_4 \frac{(2,2)^2 S}{X_0 \cos^2 \alpha} \left(\frac{1}{P_{\eta}^2 V_{\eta}^2} - \frac{1}{P_{\xi}^2 V_{\xi}^2}\right) \quad /7/$$

где $K_1 = 0,5$ /константа подобрана экспериментально/,

$$K_2 = 0,17 \cdot \frac{4 \cdot (2,2)^2}{(0,3 \bar{H})^2 \chi_0}$$

/коэффициент 0,17 - приближенное значение $C_{\alpha}(N)$ [3] /,

\bar{H} - среднее поле в кГс

χ_0 - радиационная длина среды в см.

$$K_3 = 0,1 \quad (K_3 \approx C_{\beta}(N) [3])$$

$$K_4 = 0,18 \quad (K_4 \approx C_{\alpha}(N) [3])$$

Если импульс частицы определен геометрической программой недостаточно надежно /короткий трек без остановки или случай большого $\frac{\Delta P}{P}$ то предполагается, что такой след мог быть оставлен как положительной так и отрицательной частицами и разрешается любая из заданных гипотез о массе.

В программе IO-30 производится умножение всех исходных ошибок параметров на величины α_P , α_{β} , α_{α} , которые являются произвольными константами *:

$$\Delta P = \alpha_P \Delta P_{\text{изм.}}$$

$$\Delta \beta = \alpha_{\beta} \Delta \beta_{\text{изм.}}$$

$$\Delta \text{tg} \alpha = \alpha_{\alpha} \Delta \text{tg} \alpha_{\text{изм.}}$$

/8/

а также нормализация всех ошибок параметров заряженных частиц, если эта нормализация не была проведена в геометрической программе:

$$(\Delta \text{tg} \alpha)^2 = K_5 (\Delta \text{tg} \alpha)_{\text{изм.}}^2$$

/9/

$$(\Delta P)^2 = K_6 (\Delta P)_{\text{изм.}}^2$$

/10/

$$(\Delta \beta)^2 = K_6 (\Delta \beta)_{\text{изм.}}^2$$

/11/

$$\overline{\Delta P \Delta \beta} = K_6 (\overline{\Delta P \Delta \beta})_{\text{изм.}}$$

/12/

где K_5 и K_6 должны быть заданы физиком /в дальнейшем они будут вычисляться в программе накопления измерений на магнитной ленте после 1-6/.

* С помощью этих констант в случае необходимости можно осуществить подгонку распределения событий по величине χ^2 .

Индекс "изм" означает, что величина выдана геометрической программой.

§ 3. ПОСТАНОВКА ЭКСТРЕМАЛЬНОЙ ЗАДАЧИ

Требуется найти такой набор параметров a_i треков для заданной гипотезы о событии, чтобы функция

$$A = \sum_{i,j=1}^{3n} (a_{i3} - a_i) \omega_{ij} (a_{j3} - a_j), \quad /13/$$

где

a_{i3} - измеренные значения параметров,

a_i - искомые значения параметров,

ω_{ij} - элементы матрицы весов параметров,

n - число треков,

принимала бы наименьшее значение при условии удовлетворения уравнений связи $f_k = 0$, являющихся законами сохранения энергии и импульса.

Для поиска условного минимума строится 3 типа минимизируемой функции

$$M_1^2 = \sum_{i=1}^{3n} \left(\frac{a_{i3} - a_i}{\Delta a_i} \right)^2 + T \sum_{k=1}^S \frac{f_k^2}{(\Delta f_k)^2}, \quad /14/$$

$$M_2^2 = \sum_{i=1}^{3n} \left(\frac{a_{i3} - a_i}{\Delta a_i} \right)^2 + \sum_{k=1}^S \lambda_k f_k, \quad /15/$$

$$M_3^2 = \sum_{i,j=1}^{3n} (a_{i3} - a_i) \omega_{ij} (a_{j3} - a_j) + \sum_{k=1}^S \lambda_k f_k, \quad /16/$$

*/ В качестве параметров a_i берутся ρ (или κ), β , $\text{tg } \alpha$.

где

S - число уравнений связи,

λ_k - неопределенные множители Лагранжа,

T - константа, подбираемая экспериментально.

M_3^2 (16) является производящей функцией Лагранжа для задачи (13). Однако минимум M_3^2 мы ищем в следующем порядке /см. рис. 1/. Вначале оцениваем целесообразность поиска минимума по упрощенному выражению M_2^2 /см. § 5/. Далее ищем итерационным путем минимум выражения M_1^2 , и делаем заключительную итерацию для функции (16).

Отметим, что при $T \rightarrow \infty$ один и тот же набор параметров a_i обращает в минимум M_1^2 и M_2^2 [5,6] и, следовательно, при большом T можно достаточно точно получить a_i , минимизируя M_1^2 вместо M_2^2 .

Запись минимизируемой функции в виде M_2^2 удобна для использования процедуры поиска минимума квадратичного функционала, реализованной в виде стандартной программы СП-123^{1/2/}. При минимизации M_2^2 в программе предусмотрены 2 варианта:

1/ минимизация по всем параметрам до достижения нужной точности,

2/ минимизация только по импульсу или кривизне при фиксированных остальных параметрах, так как линейность задачи по импульсу /кривизне/ гораздо сильнее, чем по другим параметрам. Итерационный процесс поиска минимума продолжается до достижения заданной точности по импульсу /кривизне/, а затем делается еще одна итерация по всем параметрам.

Этот вариант введен для ускорения счета.

Считая, что после вышеописанной процедуры мы вышли в область линейности функций f_k , проводим линеаризацию

пренебрегаем недиагональными элементами матрицы весов, т.е.

полагаем $\omega_{ij} = 0$ для $i \neq j$.

Таким образом, проводится одна итерация поиска минимума функции Лагранжа /15/. При найденных значениях параметров вычисляется M_z^2 . Дальнейший счет для гипотезы проводится только в том случае, если

$$M_z^2 < \chi^2_{\text{доверит.}}, \quad /23/$$

где $\chi^2_{\text{доверит.}}$ - константа, задаваемая программе.

§ 6. УРАВНЕНИЯ СВЯЗИ.

В геометрической программе импульс частицы может быть вычислен по кривизне трека или по видимому пробегу частицы. В первом случае в качестве параметра трека берется кривизна K , во втором - импульс P .

Второй параметр трека - угол β , третий - $q = \tan \alpha$

Все уравнения связи записываются в двойной форме в зависимости от способа вычисления импульса - через K или P .

Ниже приводятся уравнения связи для разных типов взаимодействий.

1. Все вторичные частицы зарегистрированы; среди них не более одного γ -кванта.

Этот случай описывается четырьмя уравнениями связи /законы сохранения энергии и импульса/

$$\begin{cases} f_1 = P_{1x} - \sum_{i=2}^n P_{ix} & /24/ \\ f_2 = P_{1y} - \sum_{i=2}^n P_{iy} & /25/ \\ f_3 = P_{1z} - \sum_{i=2}^n P_{iz} & /26/ \\ f_4 = E_1 + E_0 - \sum_{i=2}^n E_i & /27/ \end{cases}$$

или в более подробной записи

$$f_1 = A \cdot \frac{\cos \beta_1}{K_1} - \left\{ \begin{array}{l} \sum_{i=2}^n A \frac{\cos \beta_i}{K_i} \\ \sum_{i=2}^n P_i \frac{\cos \beta_i}{\sqrt{1+q_i^2}} \end{array} \right. \quad /28/$$

$$f_2 = A \cdot \frac{\sin \beta_1}{K_1} - \left\{ \begin{array}{l} \sum_{i=2}^n A \frac{\sin \beta_i}{K_i} \\ \sum_{i=2}^n P_i \frac{\sin \beta_i}{\sqrt{1+q_i^2}} \end{array} \right. \quad /29/$$

$$f_3 = A \frac{q_1}{K_1} - \left\{ \begin{array}{l} \sum_i A \frac{q_i}{K_i} \\ \sum_i P_i \frac{q_i}{\sqrt{1+q_i^2}} \end{array} \right. \quad /30/$$

$$f_4 = M_p + \sqrt{M_i^2 + A^2 \frac{(1+q_i^2)}{K_i^2}} - \left\{ \begin{array}{l} \sum_i \sqrt{M_i^2 + A^2 \frac{(1+q_i^2)}{K_i^2}} \\ \sum_i \sqrt{M_i^2 + P_i^2} \end{array} \right. \quad /31/$$

2. Все вторичные частицы зарегистрированы, среди них два γ -кванта. В этом случае один раз рассматривается система четырех уравнений, второй раз - система пяти уравнений

$$\begin{cases} f_\kappa = 0, \quad \kappa = 1, 2, 3, 4 \\ f_5 = 0, \end{cases} \quad /32/$$

где

$$f_5 = (\bar{P}_{y1} + \bar{P}_{y2})^2 + M_p^2 - (P_{x1} + P_{x2})^2 \quad /33/$$

или

$$f_5 = 2P_{\gamma_1} P_{\gamma_2} \left(1 - \frac{\cos(\beta_{\gamma_1} - \beta_{\gamma_2}) + q_{\gamma_1} q_{\gamma_2}}{\sqrt{(1+q_{\gamma_1}^2)(1+q_{\gamma_2}^2)}} \right) - M_{\pi^0}^2, \quad /34/$$

что соответствует предположению, что γ -кванты возникли в процессе $\pi^0 \rightarrow 2\gamma$.

3. Есть одна незарегистрированная нейтральная частица, среди зарегистрированных нет γ -квантов или есть одна улетающая частица, отличная от γ -кванта, а среди зарегистрированных есть один γ -квант.

Исключая из четырех уравнений сохранения импульса и энергии три неизвестные величины, получим одно уравнение

$$f_6 = 0 \quad /35/$$

где

$$f_6 = E_1 + E_0 - \sum_{i=2}^n E_i - \sqrt{M_H^2 + (\vec{P}_1 - \sum_{i=2}^n \vec{P}_i)^2} =$$

$$= M_p + \sqrt{M_{\gamma}^2 + A^2 \left(\frac{1+q_{\gamma}^2}{k_{\gamma}^2} \right)} - \sqrt{M_H^2 + P_H^2} - \left\{ \begin{array}{l} \sum_{i=2}^n \sqrt{M_i^2 + A^2 \left(\frac{1+q_i^2}{k_i^2} \right)} / 36/ \\ \sum_{i=2}^n \sqrt{M_i^2 + P_i^2} \end{array} \right.$$

Здесь индекс „H“ означает улетающую нейтральную частицу,

$$P_H^2 = P_{Hx}^2 + P_{Hy}^2 + P_{Hz}^2, \quad /37/$$

$$P_{Hx} = f_1$$

$$P_{Hy} = f_2$$

$$P_{Hz} = f_3$$

(см. (28), (29), (30))

4. Среди зарегистрированных частиц присутствует один γ -квант, и предполагается, что один γ -квант улечел.

Рассматриваются 2 набора систем:

$$f_6 = 0$$

и

$$f_5 = 0$$

$$f_7 = 0,$$

где

$$f_7 = [\vec{P}_{\gamma} + (\vec{P}_H - \sum \vec{P}_i)] + M_{\pi^0}^2 - [P_{\gamma} + |P_H - \sum P_i|]^2 =$$

$$= -2P_{\gamma} (\sqrt{f_1^2 + f_2^2 + f_3^2} - l_{\gamma} f_1 - m_{\gamma} f_2 - n_{\gamma} f_3) + M_{\pi^0}^2 \quad /38/$$

f_1, f_2, f_3 см. /28/, /29/, /30/.

5. Среди зарегистрированных частиц присутствуют два γ -кванта, и предполагается, что есть одна улетающая частица, отличная от γ -кванта.

Рассматриваются системы:

$$f_6 = 0$$

и

$$\begin{cases} f_5 = 0 \\ f_6 = 0 \end{cases}$$

Во всех уравнениях масштабный множитель A полагается равным единице.

§ 7. ПРОВЕРКА ПРОГРАММЫ.

Для проверки программы IO-30 была использована программа ФОРС [7], которая моделирует заданную реакцию и выдает полученные параметры частиц на стандартные перфокарты.

Моделировались реакции:

$$1. \pi^- p \rightarrow \pi^- p$$

$$2. \bar{A}P \rightarrow \Lambda^0 K^0 \gamma \gamma$$

$$3. \bar{A}P \rightarrow \bar{A}^+ \bar{A}^+ \bar{A}^+ \bar{A}^+ n$$

Каждая реакция рассчитывалась

а/ один раз без учета ошибок параметров /точное удовлетворение законов сохранения/,

б/ сто раз с учетом ошибок.

В случае а/ счет по программе IO-30 дал точное /в пределах машинной точности/ удовлетворение уравнения

$$\chi_{\text{млр}}^2 = \min M_3^2 = 0$$

В случае б/ получены следующие результаты:

№№ ПП	Реакция	Число урав- нений связи	$\chi_{\text{млр}}^2 = (\min M_3^2)$ по 100 случаям	
			сосчитанное по IO-30	Ожидаемое
1	$\bar{A}P \rightarrow \bar{A}P$	4	4,285	$4 \pm 0,302$
2	$\bar{A}P \rightarrow \Lambda^0 K^0 \gamma \gamma$	4	4,304	$4 \pm 0,292$
		5	5,103	$5 \pm 0,324$
3	$\bar{A}P \rightarrow \Lambda^0 K^0 \gamma (\gamma)$	1	0,994	$1 \pm 0,144$
		2	2,116	$2 \pm 0,226$
4	$\bar{A}P \rightarrow \bar{A}^+ \bar{A}^+ \bar{A}^+ \bar{A}^+ n$	1	0,787	$1 \pm 0,142$

Авторы выражают благодарность В.Е.Комоловой и В.Пеневу за помощь в проверке программы.

ЛИТЕРАТУРА:

1. З.М.Иванченко, А.Ф.Лукьянцев, В.И.Мороз, А.Д.Макаренкова, Г.Н.Тентякова
Препринт ОИЯИ, Р-2399, Дубна, 1965 г.
2. И.Н.Силин
Препринт ОИЯИ, II-3362, Дубна, 1967 г.
3. Н.Ф.Маркова, В.И.Мороз, В.И.Никитина, А.П.Стельмах, Г.Н.Тентякова
Препринт ОИЯИ, P10-3768, Дубна, 1968 г.
4. А.Ф.Лукьянцев, В.И.Мороз, В.И.Никитина, Б.А.Шахбазян
Препринт ОИЯИ, Р-1982, Дубна, 1965 г.
5. В.И.Мороз
Препринт ОИЯИ, Р-1958, Дубна, 1965 г.
6. Е.П.Ейдков, А.Ф.Лукьянцев
Препринт ОИЯИ, Р-1988, Дубна, 1965 г.
7. В.Е.Комолова, Г.И.Копылов
Препринт ОИЯИ, Р-2027, Дубна, 1965 г.

Рукопись поступила в издательский отдел
16 июля 1968 года.

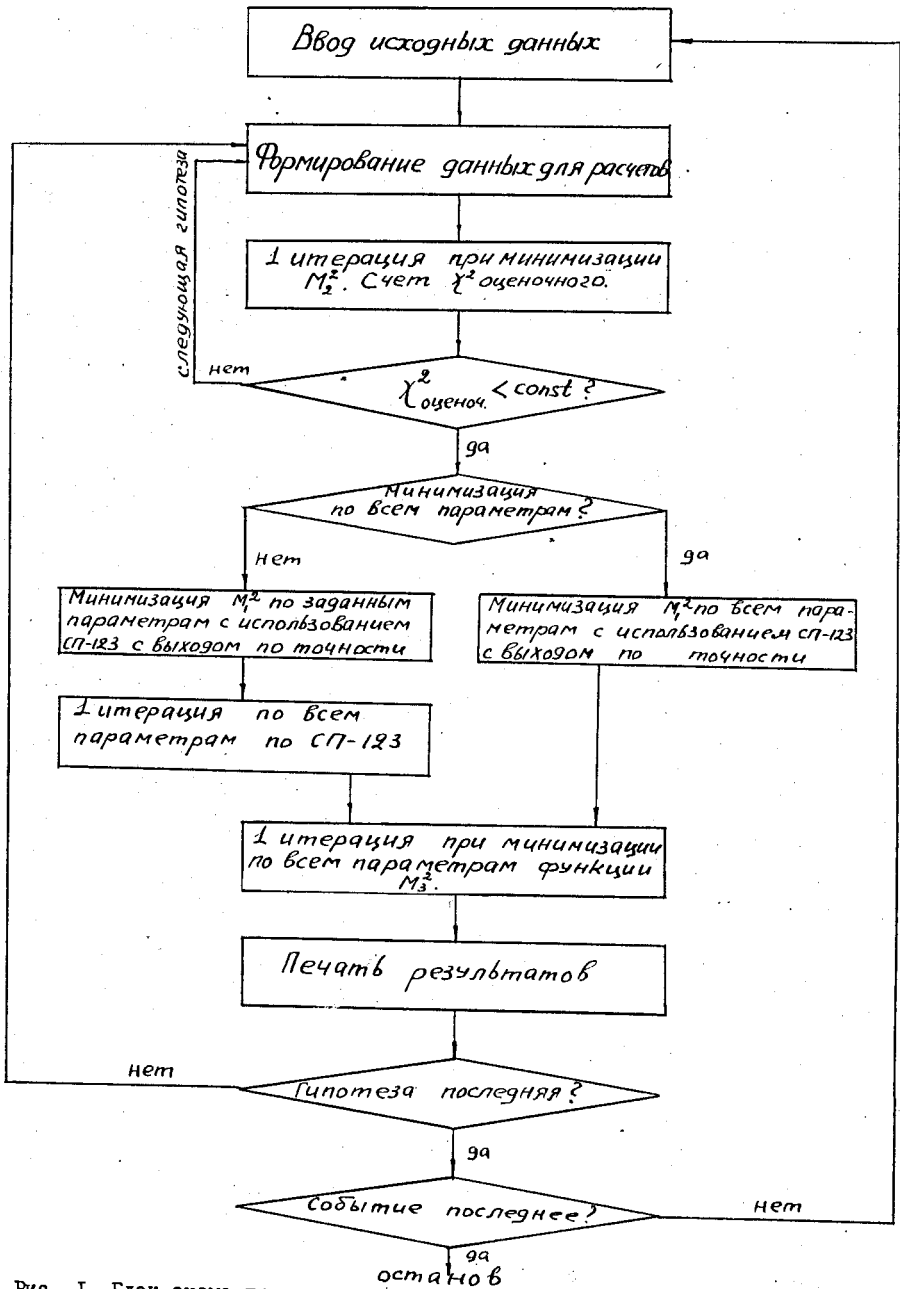


Рис. 1. Блок-схема программы.