

УДК 519.242

**ЗАДАЧИ ОПТИМАЛЬНОГО ИЗМЕРЕНИЯ ГАУССОВСКОГО СИГНАЛА**

**П. В. Голубцов, Ю. П. Пытьев, А. И. Чуличков**

*(кафедра математики)*

При экспериментальных исследованиях, как правило, доступные для измерения величины лишь косвенно связаны с параметрами объекта. В случае заданной линейной схемы измерений этих параметров вопрос о редукции экспериментальных данных к виду, какой они имели бы при измерениях объекта с помощью приборов, близких к идеальным, рассмотрен в работе [1]. В настоящей работе исследуются вопросы, связанные с уточнением значений конечного набора параметров объекта по их косвенным измерениям в случае, когда известны априорные распределения этих параметров и ошибок измерений. В частности, найдено апостериорное распределение измеряемых параметров объекта и решены задачи планирования измерений для наилучшего уточнения.

1°. Пусть случайный гауссовский вектор  $f$  евклидова пространства  $\mathcal{R}$  размерности  $N$ , определяющий параметры объекта, измеряется согласно схеме

$$\xi = Af + v, \tag{1}$$

где вектор  $\xi$  из евклидова пространства  $\tilde{\mathcal{R}}$  размерности  $n$  представляет собой измерение вектора  $Af \in \mathcal{R}$ , сопровождающееся ошибкой  $v \in \tilde{\mathcal{R}}$ . Случайный вектор  $v$  контролируется нормальным распределением  $\mathcal{N}(0, \Sigma)$ ;  $A \in (\mathcal{R} \rightarrow \tilde{\mathcal{R}})$  — заданный линейный оператор, действующий из пространства  $\mathcal{R}$  в  $\tilde{\mathcal{R}}$  и моделирующий измерительный прибор.

**Теорема 1.** Пусть случайные векторы  $f$  и  $v$  независимы и контролируются соответственно нормальными распределениями  $\mathcal{N}(f_0, F)$  и  $\mathcal{N}(0, \Sigma)$ . Тогда условное распределение вектора  $f$  при условии, что в результате измерений по схеме (1) получен вектор  $\xi$ , является нормальным  $\mathcal{N}(f_\xi, F_\xi)$ , где

$$f_\xi = f_0 + FA^*(AFA^* + \Sigma)^{-1}(\xi - Af_0), \quad F_\xi = F - F(AFA^* + \Sigma)^{-1}AF.$$

$B^{-}$  обозначает оператор, псевдообратный к  $B$  [2]\*.

Заметим, что условное математическое ожидание  $f_\xi = E(f|\xi)$  линейно зависит от результатов эксперимента (1) и, как известно, является наилучшей в среднем квадратичном (с.к.) оценкой вектора  $f$  по измерениям  $\xi$ , т. е.  $E\|f - f_\xi\|^2 = \inf\|f - \varphi(\xi)\|^2$ , где  $\inf$  берется по классу всех борелевских функций  $\varphi(x)$ ,  $x \in \tilde{\mathcal{R}}$  [3].

Для любого ортонормированного базиса  $(e_1, e_2, \dots, e_N) \subset \mathcal{R}$

$$\begin{aligned} E\|f - f_\xi\|^2 &= E(E(\|f - f_\xi\|^2|\xi)) = E\left(E\left(\sum_{\mu=1}^N (f - f_\xi, e_\mu)^2|\xi\right)\right) = \\ &= E\left(\sum_{\mu=1}^N (e_\mu, F_\xi e_\mu)\right) \equiv E \operatorname{Tr} F_\xi \equiv E\|F_\xi^{1/2}\|^2 = \|F_\xi^{1/2}\|^2. \end{aligned} \tag{2}$$

В последнем равенстве учтено, что условный корреляционный оператор  $F_\xi$  не зависит от  $\xi$ . Если условное среднее  $f_\xi$  вектора  $f$  использо-

\* В случае, когда  $B$  имеет обратный,  $B^- = B^{-1}$ .

вать как оценку  $f$ , то величина  $\|F_{\xi}^{1/2}\|_2$  определит сопутствующую погрешность. Чем меньше  $\|F_{\xi}^{1/2}\|_2$ , тем точнее  $f_{\xi}$  в с. к. приближает  $f$ .

Если не учитывать измерение  $\xi$ , то оценкой  $f$ , наилучшей в с. к., является среднее  $f_0$ , а сопутствующая погрешность равна  $\|F^{1/2}\|_2$ . Согласно теореме 1,  $F \geq F_{\xi}$  и, как следствие,  $\|F^{1/2}\|_2 \geq \|F_{\xi}^{1/2}\|_2$ . Это означает, что в любом случае  $f_{\xi}$  является в с. к. более точной версией, чем  $f$ , независимо от величины погрешности  $v$  и прибора  $A$  в схеме (1).

2°. Рассмотрим вопрос о том, как следует проводить уточняющий эксперимент (1), в частности как следует выбирать оператор  $A$  для наилучшего уточнения вектора  $f$ . Выбирая в качестве критерия погрешность  $(E\|f - f_{\xi}\|^2)^{1/2} = \|F_{\xi}^{1/2}\|_2$ , сопутствующую схеме измерения (1), приходим к вариационной задаче

$$\inf \{ \|F_{\xi}^{1/2}\|_2^2 \mid A \in \mathcal{A} \subset (\mathcal{R} \rightarrow \mathcal{R}) \}, \quad (3)$$

где  $\mathcal{A}$  — некоторое допустимое подмножество линейных операторов, действующих из  $\mathcal{R}$  в  $\mathcal{R}$ , выражающее возможности экспериментальных методов измерений. Приведем решение задачи (3) для некоторых конкретных моделей измерений.

3°. Пусть исследуемый объект характеризуется набором параметров  $f_1, \dots, f_N$  и принадлежит множеству объектов, о которых известно, что значения параметров  $f_1, \dots, f_N$  от объекта к объекту меняются случайным образом. Параметры  $f_1, \dots, f_N$  рассматриваются как случайный вектор  $f \in \mathcal{R}$ , контролируемый нормальным распределением  $\mathcal{N}(f_0, F)$  с известным математическим ожиданием и невырожденным корреляционным оператором  $F$ . Исследователя интересуют значения случайного вектора  $f$  для конкретного объекта, и для уточнения этих значений он имеет возможность прямого и безошибочного измерения не более чем  $n$  параметров ( $n \leq N$ ). Задача состоит в выборе тех параметров, которые позволяют уточнить вектор  $f$  наилучшим образом. Заметим, что при наличии корреляционных связей между параметрами  $f_1, \dots, f_N$  измерение какого-либо одного параметра приводит к уточнению и других параметров. Рассматриваемая задача имеет целью оптимизацию выбора измеряемых параметров с учетом их корреляции.

Итак, речь идет о выборе  $n \leq N$  координат случайного вектора  $f$  в фиксированном базисе  $(g_1, \dots, g_N) \subset \mathcal{R}$  так, чтобы их безошибочное измерение наилучшим образом уточняло  $f$ . Пусть в (1)  $v=0$  с вероятностью единица и  $A$  — оператор проектирования в  $\mathcal{R} = \mathcal{R}$  на линейную оболочку, натянутую на  $m \leq n$  векторов базиса  $g_{\mu_1}, \dots, g_{\mu_m}$ . В задаче (3) следует выбрать линейную оболочку  $\mathcal{L}(g_{\mu_1}, \dots, g_{\mu_m})$ , при проектировании на которую условный корреляционный оператор  $F_{\xi}$  имеет наименьший след.

Матрица оператора  $A$  в базисе  $(g_1, \dots, g_N)$  диагональна:  $A = \text{diag}(\delta_1, \dots, \delta_N)$ , где  $\delta_{\mu} = 1$ , если  $g_{\mu} \in \mathcal{L}(g_{\mu_1}, \dots, g_{\mu_m})$ , и  $\delta_{\mu} = 0$  в противном случае,  $\mu = 1, \dots, N$ . Перенумеруем векторы базиса  $g_1, \dots, g_N$  так, чтобы первыми стояли векторы  $g_{\mu_1}, \dots, g_{\mu_m}$ , а затем — остальные векторы базиса. В новом базисе  $A = \text{diag}(1, \dots, 1, 0, \dots, 0)$ , а матрицу корреляционного оператора  $F$  вектора  $f$  запишем в блочном виде:

$$F = \begin{pmatrix} F_{11} & F_{12} \\ F_{21} & F_{22} \end{pmatrix},$$

где  $F_{11}$  — матрица размера  $m \times m$ . Матрица условного корреляционного оператора  $F_{\xi}$ , согласно теореме 1, имеет вид

$$F_{\xi} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & G \end{pmatrix},$$

где  $G = F_{22} - F_{21}F_{11}^{-1}F_{12}$ . При переходе к другой линейной оболочке и соответственно к другому базису переставляются элементы матрицы  $F$  и, следовательно, изменяются матрицы  $F_{11}$ ,  $F_{12}$ ,  $F_{21}$ ,  $F_{22}$ . Итак, задача сводится к такому упорядочению базиса  $g_1, \dots, g_N$ , при котором достигается минимум функционала  $\|F_{\xi}^{1/2}\|_2^2 = \text{Tr} F_{22} - \text{Tr} F_{21}F_{11}^{-1}F_{12}$ . При безошибочном измерении первых  $n$  координат  $f$  в этом базисе будет получено наиболее точное приближение  $f_{\xi}$  вектора  $f$ \*

В частности, если есть возможность измерять лишь одну координату  $f_i = (g_i, f)$  вектора  $f$ , то номер  $i$  должен выбираться из условия  $\min_i \left\{ \sum_{k=1}^N (Df_k - (\text{cov}(f_i, f_k))^2 / Df_i) \right\}$ , эквивалентного условию  $\max_i \left\{ \sum_{k=1}^N \times (\text{cov}(f_i, f_k))^2 / Df_i \right\}$ , где  $Df_i$  — дисперсия  $i$ -й координаты вектора  $f$ , а  $\text{cov}(f_i, f_k)$  — ковариация  $i$ -й и  $k$ -й координат. Если  $f_1, \dots, f_N$  не коррелированы, то, очевидно, следует выбирать «наименее точную» координату.

4°. Пусть, как и в предыдущем пункте, безошибочно измеряются параметры  $f_1, \dots, f_N$  объекта, однако помимо измерения отдельных координат возможно измерение и произвольных их линейных комбинаций

$$\xi_j = \sum_{i=1}^N a_{ji} f_i, \quad a_{ji} \in (-\infty, \infty), \quad i=1, \dots, N, \quad \text{причем, как и раньше, об-}$$

щее число возможных измерений не превосходит  $n (n \leq N) : j=1, \dots, n$ . Требуется выяснить, какие линейные комбинации параметров объекта  $f_1, \dots, f_N$  следует измерять для наилучшего уточнения всех  $N$  параметров. Коэффициенты линейных комбинаций  $a_{ji}, i=1, \dots, N; j=1, \dots, n$ , определяют матрицу оператора  $A$  в том же базисе, в котором записаны числовые значения параметров объекта  $f_1, \dots, f_N$ , или, иными словами, оптимальный измерительный прибор  $A$  для измерения гауссовского сигнала  $f$ .

Схему измерения вектора  $f$  запишем в виде  $\xi = Af, v=0$  с вероятностью единица. Пусть  $f \in \mathcal{R}$  — случайный вектор, контролируемый нормальным распределением  $\mathcal{N}(f_0, F)$  с известным математическим ожиданием и невырожденным корреляционным оператором. В задаче (3) оператор  $A \in (\mathcal{R} \rightarrow \tilde{\mathcal{R}})$  выбирается из множества операторов ограниченного ранга:  $\text{rang} A \leq n$ . Перепишем задачу (3) в виде

$$\inf \{ \|F_{\xi}^{1/2}\|_2^2 \mid A \in (\mathcal{R} \rightarrow \tilde{\mathcal{R}}), \text{rang} A \leq n \}. \quad (4)$$

Вектор  $\xi = Af$  несет точную информацию о проекции вектора  $f$  на линейное подпространство  $L = \mathcal{N}^{\perp}(A) = \mathcal{R}(A^*)^{**}$  размерности  $\dim L = \text{rang} A \leq n$  [2]. Естественно выбрать  $A$  таким, чтобы он «измерял» «наиболее неопределенные» координаты вектора  $f$ , т. е. следует выбрать  $\mathcal{R}(A^*)$  так, чтобы векторы  $(e_1, \dots, e_n) \subset \mathcal{R}(A^*)$  и  $(e_{n+1}, \dots, e_N) \subset \mathcal{N}(A)$ , образовывали ортонормированный базис в  $\mathcal{R}$  такой, в котором координаты вектора  $f$  были бы независимы\*\*\*, первые  $n$  обладали бы наибольшими дисперсиями, а остальные — относительно меньшими. Эти рекомендации точно формулируются следующим образом.

\* Ранг оператора  $A$  для этого, очевидно, должен быть наибольшим:  $m=n$ .

\*\*  $\mathcal{N}(A)$  — множество нулей (ядро) оператора  $A$ , т. е.  $\mathcal{N}(A) = \{x \in \mathcal{R} : Ax=0\}$ .  $\mathcal{R}(A)$  — множество значений оператора  $A$ , т. е.  $\mathcal{R}(A) = \{y \in \tilde{\mathcal{R}} : y = Ax\}$ ; символ  $\perp$  означает ортогональное дополнение.

\*\*\* Такой базис называется базисом Карунена—Лозва, порожденным  $f$ .

**Теорема 2.** Пусть  $e_1, \dots, e_N$  — ортонормированный базис  $\mathcal{R}$ , состоящий из собственных векторов корреляционного оператора  $F: Fe_\mu = \varphi_\mu e_\mu$ ,  $\mu = 1, \dots, N$ , упорядоченный так, что  $\varphi_1 \geq \varphi_2 \geq \dots \geq \varphi_N$ . Тогда решением задачи (4) является любой оператор  $A$ , у которого  $\mathcal{N}(A) = \mathcal{L}(e_{n+1}, \dots, e_N)$ . В частности,  $A$  может быть выбран ортогональным проектором на  $\mathcal{L}(e_1, \dots, e_n)$ . При этом его матрица равна  $\text{diag}(1, \dots, 1, 0, \dots, 0)$ .

Оптимальным, например, является прибор, измеряющий первые  $n$  коэффициентов Фурье  $(f, e_i)$ ,  $i = 1, \dots, n$ , сигнала  $f$ .

5°. Рассмотрим теперь случай, когда эксперимент, описанный в п. 4°, сопровождается измерительной ошибкой  $v$ , контролируемой нормальным распределением  $\mathcal{N}(0, \Sigma)$  с невырожденным корреляционным оператором  $\Sigma$ . Будем считать, что характеристики ошибок (оператор  $\Sigma$ ) не зависят от того, каким прибором  $A \in \mathcal{A}$  измеряется сигнал  $f$  по схеме (1). Если речь идет об использовании различных оптических или антенных устройств, то это означает довольно реалистическую ситуацию, когда основные ошибки возникают в тракте передачи сигнала.

Если искать решение задачи выбора оператора  $A$  из множества  $\{A \in (\mathcal{R} \rightarrow \tilde{\mathcal{R}}), \text{rank } A \leq n\}$ , то минимизирующая последовательность операторов для задачи (4) будет расходящейся, причем последовательность их норм будет стремиться к бесконечности. В данном случае это будет означать, что оптимальный измерительный прибор должен бесконечно усиливать входной сигнал. Так как мы лишены возможности конструировать такие приборы, то, помимо требования ограниченности ранга оператора  $A$ , необходимы дополнительные ограничения, выражающие технологические возможности приборостроения. Одна из моделей таких ограничений может быть сформулирована следующим образом. Пусть  $e_1, \dots, e_N$  — ортонормированный базис в  $\mathcal{R}$ , составленный из тестовых сигналов, и  $\alpha_1, \dots, \alpha_N$  — независимые случайные величины, причем  $E\alpha_i = 0$ ,  $E\alpha_i^2 = 1$ ,  $i = 1, \dots, N$ . Сигнал  $\varphi = \sum_{i=1}^N \alpha_i e_i$ , будучи подан на

вход прибора  $A$ , вызовет отклик  $\psi = \sum_{i=1}^N \alpha_i Ae_i$ , средняя энергия которо-

го равна  $E \|\psi\|^2 = \sum_{i=1}^N \|Ae_i\|^2 = \|A\|_2^2$ . Величина  $\|A\|_2^2$  характеризует среднее усиление прибором  $A$  энергии входного сигнала указанного типа, и простейшее технологическое ограничение выглядит в виде неравенства  $\|A\|_2^2 \leq \delta$ .

Для выбора оптимального способа измерения гауссовского вектора по схеме (1) рассмотрим вариационную задачу

$$\inf \{ \|F_i^{1/2}\|_2^2 \mid A \in (\mathcal{R} \rightarrow \tilde{\mathcal{R}}), \dim \tilde{\mathcal{R}} \leq n, \|A\|_2^2 \leq \delta \}. \quad (5)$$

Решение этой задачи дается следующей теоремой.

**Теорема 3.** Пусть  $\{g_\mu\} \subset \tilde{\mathcal{R}}$  и  $\{e_\mu\} \subset \mathcal{R}$  — ортонормированные базисы, удовлетворяющие условиям

$$\Sigma g_\mu = \sigma_\mu g_\mu, \quad \mu = 1, \dots, n; \quad Fe_\mu = \varphi_\mu e_\mu, \quad \mu = 1, \dots, N,$$

и упорядоченные согласно неравенствам

$$0 < \sigma_1 \leq \sigma_2 \leq \dots \leq \sigma_n; \quad \varphi_1 \geq \varphi_2 \geq \dots \geq \varphi_N > 0;$$

тогда  $Ae_\mu = \alpha_\mu^{1/2} g_\mu$ ,  $\mu = 1, \dots, n$ ;  $Ae_\mu = 0$ ,  $\mu = n+1, \dots, N$  — решение задачи

(5), где сингулярные числа  $\alpha_\mu^{1/2}$ ,  $\mu = 1, \dots, n$ , определяются равенствами

$$\alpha_\mu = \begin{cases} \sqrt{\sigma_\mu/\omega} - \sigma_\mu/\varphi_\mu, & \text{если } \varphi_\mu > \sqrt{\omega\sigma_\mu}, \\ 0, & \text{если } \varphi_\mu \leq \sqrt{\omega\sigma_\mu}, \end{cases}$$

а  $\omega = \omega(\delta)$  — корень уравнения

$$\sum_{\mu: \omega^{-1/2} \geq \sqrt{\sigma_\mu/\varphi_\mu}} (V\sigma_\mu/\omega - \sigma_\mu/\varphi_\mu) = \delta.$$

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

[1] Пытьев Ю. П. Матем. сб., 1983, 120, № 2, с. 240. [2] Пытьев Ю. П. Матем. сб., 1982, 118, № 1(5), с. 19. [3] Ширяев А. Н. Вероятность. М.: Наука, 1980.

Поступила в редакцию  
23.01.85

ВЕСТН. МОСК. УН-ТА. СЕР. 3. ФИЗИКА. АСТРОНОМИЯ, 1985, Т. 26, № 6

#### АТОМНАЯ И ЯДЕРНАЯ ФИЗИКА

УДК 539.12.01; 539.123.17

#### РАССЕЯНИЕ МАССИВНЫХ ДИРАКОВСКИХ НЕЙТРИНО В ПОЛЕ МАГНИТНОГО ДИПОЛЯ \*

Б. К. Керимов, Э. Н. Халилов, В. П. Цветков

(кафедра теоретической физики)

1. В калибровочных теориях массы нейтрино, как и других фермионов, могут возникнуть в результате спонтанного нарушения симметрии. Подобный механизм имеет место в большинстве моделей большого объединения фундаментальных взаимодействий, которые предсказывают для нейтрино ненулевую массу (см., например, [1]). Результаты экспериментов группы ИТЭФ по измерению спектра электронов в  $\beta$ -распаде трития указывают на наличие у электронного антинейтрино массы  $20 < m(\bar{\nu}_e) < 46$  эВ [2]. Астрофизические и космологические следствия ненулевой массы нейтрино рассмотрены в обзоре [3].

Появление экспериментальных указаний на возможность существования ненулевой массы у нейтрино повысило интерес к физическим явлениям, в которых это обстоятельство может оказаться существенным. В частности, в случае ненулевой массы становятся возможными переходы с изменением спиральности нейтрино, в то время как спиральность безмассового нейтрино является сохраняющимся квантовым числом в нейтринных реакциях.

В стандартной теории электрослабого взаимодействия магнитный момент массивного дираковского нейтрино  $\mu_\nu$  в одноплетевом приближении имеет величину [4, 5]

$$\mu_\nu = \frac{3cG_F m_\nu}{4\pi^2 \sqrt{2} \hbar^3} m_e \mu_0 \cong 3,13 \cdot 10^{-19} \left( \frac{m_\nu c^2}{\text{эВ}} \right) \mu_0, \quad (1)$$

где  $\mu_0 = e\hbar/(2m_e c)$  — магнитный момент электрона;  $G_F$  — константа

\* Работа доложена на сессии по физике высоких энергий Отделения ядерной физики АН СССР (Москва, 17—21 октября 1983 г.).