

- роля проходящей мощности гиротрона // Применение вычислительной техники в физическом эксперименте.— Горький: ИПФ АН СССР, 1987.
7. **Кирев В. А.** Программно аппаратные средства для сбора и предварительной обработки однородных температурных параметров // Тез. докл. III Респ. конф. «Автоматизация научных исследований».— Киев: ИК АН УССР, 1986.
 8. **Компанец В. К., Логвинов А. В., Райков Б. К. и др.** КАМАК-модули для преобразования сигналов однородных датчиков // Тез. докл. VII Всесоюз. симп. «Модульные информационно-вычислительные системы».— Новосибирск: ИЯФ СО АН СССР, 1989.
 9. **Скубачевский Л. С.** Испытания воздушно-реактивных двигателей.— М.: Машиностроение, 1972.
 10. **Зайцев Ю. Ф., Марченко А. П., Ващенко И. И.** Полупроводниковые резисторы в электротехнике.— М.: Энергоатомиздат, 1988.
 11. **Измерительные преобразователи — современное состояние и развитие // Контрольно-измерительная техника: экспресс-информация.** 1990.— № 1.
 12. **А. с. 154037 СССР.** Измеритель больших перемещений/О. П. Скобелев.— Оpubл. 1963, Бюл. № 8.
 13. **А. с. 1392350 СССР.** Устройство для измерений больших перемещений/Ю. Н. Секисов, О. П. Скобелев, К. Д. Сосняков и др.— Оpubл. 30.04.88, Бюл. № 16.
 14. **Захаров В. И., Олеск А. О., Шефтель И. Т.** Пленочные терморезисторы для гибридных микросхем и устройств микроэлектроники // Приборы и системы управления. 1986.— № 6.
 15. **Гораздовский Т. Я., Истомин И. М., Леончик В. В. и др.** Миппаторные преобразователи для сенсорных устройств робототехники // Приборы и системы управления. 1988.— № 1.
 16. **А. с. 862060 СССР.** Матричный преобразователь магнитных полей/А. А. Абакумов.— Оpubл. 07.09.81, Бюл. № 33.
 17. **Хадацкий В. Е.** Управляющие машины и их применение.— М.: Энергия, 1976.

Поступила в редакцию 31 июля 1990 г.

УДК 681.518.3

А. Н. ПЛАХОТНИК

(Краснодар)

СИНТЕЗ УСТОЙЧИВЫХ МОДЕЛЕЙ КОСВЕННЫХ МНОГОПАРАМЕТРОВЫХ ИЗМЕРЕНИЙ В УСЛОВИЯХ НЕОПРЕДЕЛЕННОСТИ ИСХОДНЫХ ДАННЫХ

К линейным моделям косвенных многопараметровых измерений в непрерывной

$$\int_a^b K(u, v) x(u) du \cong b(v), \quad v \in [c, d], \quad (1)$$

или дискретной

$$Ax \cong b \quad (2)$$

формах приводят многочисленные некорректные обратные задачи естественности, связанные с инструментальной диагностикой, неразрушающим контролем, параметрической идентификацией и автоматическим управлением сложными объектами и системами [1—4], где $x(u)$ и $x \in R_n$ — искомые векторы интересующей физической характеристики (параметра); $K(u, v)$ — интегральный (ядро) и $A \in R_{m \times n}$ — матричный операторы прямой задачи ($m \geq n$); $b(v)$ и $b \in R_m$ — векторы значений оператора (отклика). При этом в общем случае системы (1) и (2) несовместны вследствие определенной степени неадекватности модели реальной системе, т. е. существования принципиально неустранимой методической погрешности, свойственной физической природе косвенных многопараметровых измерений [4], а элементы оператора и правой части содержат инструментальные (аппроксимативные) погрешности.

Линейные модели (1) и (2) обычно являются локальными приближениями реальных нелинейных обратных задач [2—4] в некоторой огра-

нической окрестности, и вектор решения x в этом случае используется в виде поправки, прибавляемой к текущему номинальному решению нелинейной задачи. Это обстоятельство служит принципиальным основанием для поиска устойчивых решений систем (1) и (2) на множестве векторов x минимальной длины (нормы), приводящим к достаточно малым погрешностям невязки систем [3, 4], что увеличивает вероятность остаться в окрестности, где линейное приближение имеет смысл [5, 6].

Известные методы синтеза устойчивых линейных моделей с учетом априорной неопределенности данных [5, с. 137—160] используют ее лишь частично и взаимно несогласованно, ограничиваясь информацией о погрешностях оператора, правой части и поведении решения [5, с. 139] (последнее обычно бывает неизвестно). Доминирующая часть кажущейся скрытой (из-за погрешностей оператора) априорной информации о мере несовместности (неадекватности) модели [6, с. 223—233] при этом не используется, что усугубляет некорректность задачи в целом и расширяет множество потенциально возможных решений [5, с. 153—160] при наличии единственного устойчивого решения, оптимально согласованного с исходной априорной неопределенностью задачи [6].

Рассмотрим дискретную форму модели (2) с приближенными данными, к которой сводится на этапе вычислений большинство задач косвенных многопараметровых измерений:

$$Ax \cong \bar{b}, \quad (3)$$

$\bar{A} \in R_{m \times n}$, $\bar{b} \in R_m$, $x \in R_n$ при $m \geq n$; данные получаются в результате измерений (аппроксимации операторов), с евклидовыми нормами погрешностей $\|\bar{A} - A\| \leq h$, $\|\bar{b} - b\| \leq \delta$. При этом точная система

$$\bar{A}x \cong \bar{b} \quad (4)$$

и ее мера несовместности [6]

$$\bar{\mu} = \inf_x \|\bar{b} - \bar{A}x\| \quad (5)$$

неизвестны.

В общем случае точная система (4) имеет единственное нормальное псевдорешение \bar{x} , устойчивое к погрешностям правой части и неустойчивое к погрешностям оператора [6]; аналогично ведет себя мера несовместности [6, 7]. Поэтому задачи определения по приближенным данным (3) меры несовместности (предельной оценки) и решения (нормального псевдорешения) уравнения (4) являются некорректно поставленными (неустойчивыми) [6].

Мажорантная оценка меры несовместности, непрерывная от исходных данных задачи [6, 7], определяется соотношением

$$\hat{\mu} = \inf_x \sup_{(A,b) \in \Sigma} \|b - Ax\|, \quad (6)$$

где $\Sigma = \{(A, b) \in W : \|A - \bar{A}\| \leq h, \|b - \bar{b}\| \leq \delta\}$ — класс эквивалентных по точности данных (по А. Н. Тихонову).

Из неравенства для норм

$$\|\bar{b} - \bar{A}x\| \leq \|b - Ax\| + \|\bar{b} - b\| + \|(\bar{A} - A)x\| \leq \|b - Ax\| + \delta + h\|x\|$$

и (5) следуют оценки:

$$\begin{aligned} \tilde{\mu} &= \inf_x \{\|\bar{b} - \bar{A}x\|\} \leq \hat{\mu}; \\ \bar{\mu} &\leq \hat{\mu} = \inf_x \{\|\bar{b} - \bar{A}x\| + \delta + h\|x\|\}, \end{aligned} \quad (7)$$

где $\hat{\mu}$ вычисляется до решения основной задачи.

Используя информацию об априорной неопределенности задачи, находим устойчивую модель косвенных многопараметровых измерений ме-

тодом оптимальной невязки В. А. Морозова с вектором решения \tilde{x} :

$$\|\tilde{x}\| = \min_x \|x\|, \quad (8)$$

удовлетворяющим условию суммарной невязки

$$\Lambda_x = \|\tilde{b} - \tilde{A}x\| = \tilde{\mu} + \delta + h\|\tilde{x}\|. \quad (9)$$

Следует заметить, что обычно оптимальное устойчивое решение задачи \tilde{x} (из-за различия невязок) существенно отличается от решения \tilde{x} из (7):

$$\tilde{x} = \arg \inf_x \{ \|\tilde{b} - \tilde{A}x\| + \delta + h\|x\| \},$$

определяющего мажорантную оценку меры несовместимости и ошибочно \tilde{A} в (3) (без предварительного традиционного перехода к системе нормальных уравнений) на основе сингулярного разложения [5]. Это позволяет улучшить обусловленность задачи, упростить анализ получаемых соотношений и воспользоваться существующими, высокоэффективными программными средствами, например подпрограммой сингулярного разложения SVD и ее модификациями [5]. Для матрицы \tilde{A} имеем

$$\tilde{A} = U_{(m \times m)} \begin{bmatrix} S_{(n \times n)} \\ O_{(m-n) \times n} \end{bmatrix} V_{(n \times n)}^T, \quad (10)$$

где $m \geq n$; $\text{rank } \tilde{A} = k \leq n$; $S = \text{diag}(S_1, \dots, S_n)$ — упорядоченная по $S_1 \geq S_2 \geq \dots \geq S_n \geq 0$ диагональная матрица сингулярных чисел (некоторые из них могут быть равны нулю при $k < n$); U и V — ортогональные матрицы левых и правых собственных векторов. Подставляя (10) в (3), получим

$$U \begin{bmatrix} S \\ O \end{bmatrix} V^T x \cong \tilde{b}, \quad (11)$$

откуда при $\xi = V^T x$ и $\beta = U^T \tilde{b}$ — нормированных векторах решения и правой части с учетом свойства ортогональных матриц сохранять норму при преобразовании

$$\|\xi\| = \|x\|, \quad \|\beta\| = \|\tilde{b}\|, \quad \left\| \beta - \begin{bmatrix} S \\ O \end{bmatrix} \xi \right\| = \|\tilde{b} - \tilde{A}x\|$$

имеем

$$\begin{bmatrix} S \\ O \end{bmatrix} \xi \cong \beta. \quad (12)$$

При полном ранге матрицы \tilde{A} (то же для S), $k = n$,

$$\begin{bmatrix} S_{(n \times n)} \\ O_{(m-n) \times n} \end{bmatrix} \xi_{(n \times 1)} \cong \begin{bmatrix} \beta_{(n \times 1)}^{(1)} \\ \beta_{(m-n) \times 1}^{(2)} \end{bmatrix}$$

следует, что норма невязки системы равна

$$\omega = \|\tilde{b} - \tilde{A}x\| = \|\beta^{(2)}\| = \left[\sum_{i=n+1}^m \beta_i^2 \right]^{1/2}, \quad (13)$$

а компоненты вектора псевдорешения ξ и его норма определяются выражениями

$$\xi_i = \beta_i / S_i, \quad i = 1, \dots, n; \quad (14)$$

$$\gamma = \|\xi\| = \left[\sum_{i=1}^n \left(\frac{\beta_i}{S_i} \right)^2 \right]^{1/2}; \quad (15)$$

из которых видно, что нормальное псевдорешение ξ имеет ограниченные компоненты лишь для $S_i > 0$ и неустойчиво к изменению элементов \bar{A} .

Можно показать, что вычисление оптимального устойчивого решения \tilde{x} из (8) и (9) эквивалентно параметрической регуляризации по А. Н. Тихонову нормальной системы к (12):

$$(S^2 + \alpha I_n) \tilde{\xi}_\alpha = S\beta^{(1)} \quad (16)$$

— с параметром регуляризации $\alpha \in [0, \infty)$, управляющим нормами решения

$$\gamma(\alpha) = \|\tilde{x}_\alpha\| = \|\tilde{\xi}_\alpha\| = \left[\sum_{i=1}^n \left(\frac{S_i \beta_i}{S_i^2 + \alpha} \right)^2 \right]^{1/2} \quad (17)$$

и невязки

$$\omega(\alpha) = \|\tilde{b} - \tilde{A}\tilde{x}_\alpha\| = \left[\sum_{i=1}^n \left(\frac{\alpha \beta_i}{S_i^2 + \alpha} \right)^2 + \sum_{i=n+1}^m \beta_i^2 \right]^{1/2} \quad (18)$$

и обеспечивающим устойчивое вычисление компонентов регуляризованного решения $\tilde{\xi}_\alpha$:

$$\tilde{\xi}_{\alpha i} = \frac{S_i \beta_i}{S_i^2 + \alpha}, \quad i = 1, \dots, n. \quad (19)$$

Если $\text{rang } \bar{A} = k < n$, то суммирование в (17) и (18) производится по $i = 1, \dots, k$ и $i = k+1, \dots, m$, а $\tilde{\xi}_{\alpha i} = 0$ при $i > k$.

Определение значения параметра регуляризации $\tilde{\alpha}_0$ для вычисления оптимального устойчивого решения $\tilde{\xi}_{\alpha_0}$ и \tilde{x}_{α_0} целесообразно осуществлять методом Ньютона из уравнения

$$F(\alpha) = \omega(\alpha) - [\mu + \delta + h\gamma(\alpha)] = 0, \quad (20)$$

полученного из (9) на основе (17) и (18). При начальном приближении $\tilde{\alpha}_{(0)} = \tilde{\alpha}_{\max}$, определение которого рассматривается ниже, наблюдалась быстрая сходимость итерационного процесса. Компоненты $\tilde{\xi}_{\alpha_0}$ при $\tilde{\alpha}_0$ и $\tilde{x}_{\alpha_0} = V\tilde{\xi}_{\alpha_0}$ вычисляются из (19).

Для вычисления оптимального устойчивого решения прежде всего необходимо доопределить задачу, вычислив оценку меры несовместности из (7); для этого воспользуемся выражениями (17) и (18), откуда

$$\tilde{\mu}(\alpha) = \inf_{\alpha} \{ \omega(\alpha) + \delta + h\gamma(\alpha) \}. \quad (21)$$

Иследуем функцию (...) в (21), определив производную

$$\tilde{\mu}'_\alpha(\alpha) = \left[\frac{\tilde{\alpha}}{\omega(\tilde{\alpha})} - \frac{h}{\gamma(\tilde{\alpha})} \right] \sum_{i=1}^n \frac{S_i^2 \beta_i^2}{(S_i^2 + \tilde{\alpha})^3}. \quad (22)$$

Если при $\tilde{\alpha} \in [0, \infty)$ найдется $\tilde{\alpha}_0$, при котором $\tilde{\mu}'_\alpha(\tilde{\alpha}_0) = 0$, то в (21) \inf соответствует \min и из (22) следует, что при $\tilde{\alpha} = \tilde{\alpha}_0$ существует соотношение

$$\tilde{\alpha}_0 \|\tilde{x}_{\alpha_0}\| = h \|\tilde{b} - \tilde{A}\tilde{x}_{\alpha_0}\|, \quad (23)$$

из которого можно определить $\tilde{\alpha}_{(0)}$ итерационным методом:

$$\tilde{\alpha}_{(j)} = h\omega(\tilde{\alpha}_{(j-1)}) / (\gamma(\tilde{\alpha}_{(j-1)})), \quad j = 1, 2, \dots \quad (24)$$

При начальном приближении $\tilde{\alpha}_{(0)} = \tilde{\alpha}_{\max}$ обеспечивалась достаточно быстрая сходимость итерационного процесса.

Представляется возможным оценить интервал существования $\tilde{\alpha} \in [0, \tilde{\alpha}_{\max}]$, для которого выполняется соотношение (23). Из неравен-

ства для норм выражения (16)

$$\|\widehat{\xi}_\alpha\| \geq \|S\beta^{(1)}\| / (\|S\|^2 + \alpha),$$

справедливого и для $\widehat{\alpha}_0$, уравнения (23) и неравенства

$$\|\widetilde{b} - \widetilde{A}\widehat{x}_\alpha\| \leq \|\widetilde{b}\| = \|\beta\|,$$

получим верхнюю предельную оценку для $\widehat{\alpha}_0$:

$$0 \leq \widehat{\alpha}_0 \leq \widehat{\alpha}_{\max} = \frac{h\|\beta\|\|S\|^2}{\|S\beta^{(1)}\| - h\|\beta\|}, \quad (25)$$

которая справедлива при $\|S\beta^{(1)}\| > h\|\beta\|$.

Если $\|S\beta^{(1)}\| \leq h\|\beta\|$, то естественно принять $\widehat{\alpha}_0 \rightarrow +\infty$, что соответствует $\widehat{\xi}_{\alpha_0} = \widehat{x}_{\alpha_0} = 0$, оценке меры несовместности $\widehat{\mu} = \|\beta\| + \delta$ и решению задачи $\widehat{\xi}_\alpha = \widehat{x}_\alpha = 0$.

Другой крайний случай возникает, когда при любом $\widehat{\alpha} \in [0, \widehat{\alpha}_{\max}]$ производная $\mu'_\alpha(\alpha) > 0$, т. е. из (22) следует

$$\widehat{\alpha}\|\widehat{x}_\alpha\| - h\|\widetilde{b} - \widetilde{A}\widehat{x}_\alpha\| > 0 \quad (26)$$

и для $\widehat{\mu}$ из (21) существует \inf при $\widehat{\alpha}_0 = 0$, равный

$$\widehat{\mu} = \|\beta^{(2)}\| + h \left[\sum_{i=1}^n \left(\frac{\beta_i}{S_i} \right)^2 \right]^{1/2} + \delta. \quad (27)$$

Если $\text{rank } \widetilde{A} = k < n$ и $S_i \cong 0$ для $i > k$, то компоненты в (27) с весьма малыми S_i отбрасываются. Возможно также использовать классическую регуляризующую оценку (21) при $\widehat{\alpha}_0 = \varepsilon > 0$.

Таким образом, при данной постановке задачи рассмотрены все возможные на практике случаи получения устойчивых оценок меры несовместности и оптимальных решений задачи косвенных многопараметровых измерений, согласованных с априорной неопределенностью исходных данных. Если погрешности элементов матрицы и правой части (3) существенно неоднородны, то следует выполнить нормирование в соответствии с рекомендациями [5, с. 137—145].

На основе стандартной подпрограммы сингулярного разложения SVD [5] и представленной в настоящей статье методики разработан программный пакет для моделирования и синтеза оптимальных устойчивых систем косвенных многопараметровых измерений для комплексного неразрушающего электромагнитного контроля поверхностного и объемного упрочненных ферромагнитных изделий.

Алгоритм и программа апробированы на специальном тест-примере из [5, с. 153—160]; благодаря этому обстоятельству представилась возможность сравнить эффективность предложенной методики с множеством наиболее известных современных методик, широко применяемых в нашей стране и за рубежом: сингулярного анализа, псевдоранга, пошаговой и гребневой регрессий. Так, для рассматриваемого примера: $m = 15$, $n = 5$, $h = 4,3 \cdot 10^{-8}$, $\delta = 1,9 \cdot 10^{-4}$ — выполняется соотношение $\|S\beta^{(1)}\| \gg h\|\beta\|$, поэтому $\widehat{\alpha}_0 \in [0, \widehat{\alpha}_{\max}]$, где из (25) $\widehat{\alpha}_{\max} = 4,43 \cdot 10^{-8}$ и из (24) за 3—4 итерации находим $\widehat{\alpha}_0 = 1,17 \cdot 10^{-12}$ — оптимальное значение параметра регуляризации для оценки меры несовместности $\widehat{\mu} = 3,2954 \cdot 10^{-4}$, которая оказалась примерно в 2 раза больше δ -погрешности отклика. Оценка $\widehat{\mu}_1$, являясь наименьшей оценкой полной невязки, при невязке системы $\omega_{\alpha_0} = 1,3932 \cdot 10^{-4}$ имеет место для

$$\widehat{x}_{\alpha_0} = \begin{bmatrix} -2,8373911 \\ 0,59819891 \\ -0,37354642 \\ 0,39464945 \\ 3,9353651 \end{bmatrix}; \quad \|\widehat{x}_{\alpha_0}\| = 4,9184.$$

Из (9) вычисляем допустимую невязку: $\Delta_x = 5,1954 \cdot 10^{-4} + 4,3 \times 10^{-8} \|x_{\alpha}\|$, по которой из (20) методом Ньютона с $\tilde{\alpha}_{(0)} = \tilde{\alpha}_{\max}$ на 3—4 итерации находим $\tilde{\alpha}_0 = 1,234 \cdot 10^{-6}$ — оптимальное значение параметра регуляризации единственного (оптимального) устойчивого решения задачи из (19):

$$\tilde{x}_{\alpha_0} = \begin{bmatrix} -2,4691 \\ -0,51787 \\ -0,16122 \\ 1,6034 \\ 3,4189 \end{bmatrix}; \quad \|\tilde{x}_{\alpha_0}\| = 4,5443; \quad \tilde{\omega}_{\alpha_0} = 5,1 \cdot 10^{-4} \cong \Delta_x.$$

[9, с. 133, 136]:

$$\tilde{x}_{(3)} = \begin{bmatrix} -2,4857328 \\ -0,52913252 \\ -0,18444114 \\ 1,6156794 \\ 3,4547871 \end{bmatrix}; \quad \|\tilde{x}_{(3)}\| = 4,5868; \quad \tilde{\omega}_{(3)} = 1,4 \cdot 10^{-4},$$

при котором невязка $\tilde{\omega}_{(3)}$, хотя и меньше $\tilde{\omega}_{\alpha_0}$ (одного порядка), но само решение $\tilde{x}_{(3)}$ менее устойчиво, чем \tilde{x}_{α_0} , так как не согласовано с уровнем Δ_x [6].

Метод псевдоранга [5, табл. 26.2] дает модель, близкую к варианту (3) сингулярного анализа.

В пошаговой и гребневой регрессиях не учитывается погрешность оператора, поэтому неверно оценивается мера неадекватности модели; в гребневой регрессии отсутствует надежный метод определения параметра регуляризации (Левенберга — Марквардта).

Во всех рассмотренных альтернативных методах, как следует из проведенного анализа, отсутствует объективный количественный критерий отбора моделей, согласованных с неопределенностью исходных данных h , δ и μ .

В статье не рассматривается теоретическая метрологическая оценка погрешности предлагаемого регулярного метода по норме $\|\tilde{x}_{\alpha_0} - \tilde{x}\|$, которая в общем случае достаточно сложно представляется через оценочную функцию и минимум которой при $h, \delta \rightarrow 0$ по сравнению с другими методами гарантируется [6, с. 72—88].

Для эффективной численной реализации изложенного метода необходимо теоретически обосновать устойчивую сходимость итерационных схем определения оптимальных значений параметров регуляризации для оценки параметров модели α_0 и меры несовместности α_0 .

В соответствии с методом Ньютона из (20) для $j = 1, 2, \dots$ имеем сходящуюся к точке $\alpha = \alpha_0$ последовательность

$$\tilde{\alpha}_{(j)} = \tilde{\alpha}_{(j-1)} - \frac{F(\tilde{\alpha}_{(j-1)})}{F'_{\alpha}(\tilde{\alpha}_{(j-1)})}, \quad (28)$$

так как из (17) и (18) следует, что $F(\alpha) = \omega(\alpha) - [\mu + \delta + h\gamma(\alpha)]$ — монотонно возрастающая функция от α , поскольку $\omega(\alpha)$ — возрастающая, а $\gamma(\alpha)$ — убывающая функции с производной

$$F'_{\alpha}(\alpha) = \left[\frac{\alpha}{\omega(\alpha)} + \frac{h}{\gamma(\alpha)} \right] \sum_{i=1}^n \frac{S_i^2 \beta_i^2}{(S_i^2 + \alpha)^3} > 0,$$

и выполняется соотношение

$$\frac{F(\alpha)}{F'(\alpha)} = \begin{cases} = 0 & \text{при } \alpha = \tilde{\alpha}_0; \\ < 0 & \text{при } \alpha < \tilde{\alpha}_0; \\ > 0 & \text{при } \alpha > \tilde{\alpha}_0. \end{cases} \quad (29)$$

Устойчивую сходимость при произвольном начальном приближении обеспечивают также модифицированный метод Ньютона [6, с. 219] и более простой в применении метод последовательных приближений, основанный на равенстве (9), для которого последовательность ($j = 1, 2, \dots$)

$$\tilde{\alpha}_{(j)} = \frac{\tilde{\alpha}_{(j-1)} [\tilde{\mu} + \delta + h\gamma(\tilde{\alpha}_{(j-1)})]}{\omega(\tilde{\alpha}_{(j-1)})} = \tilde{\alpha}_{(j-1)} \Phi(\tilde{\alpha}_{(j-1)}) \quad (30)$$

будет сходящейся к точке $\tilde{\alpha} = \tilde{\alpha}_0$, так как функция $\Phi(\alpha)$ монотонно убывает от α и выполняется соотношение

$$\Phi(\alpha) = \begin{cases} = 1 & \text{при } \alpha = \tilde{\alpha}_0; \\ > 1 & \text{при } \alpha < \tilde{\alpha}_0; \\ < 1 & \text{при } \alpha > \tilde{\alpha}_0, \end{cases} \quad (31)$$

а функция $\alpha\Phi(\alpha)$ — монотонно возрастающая от α , что доказывается аналогично [9]. Тогда при $\tilde{\alpha}_{(0)} < \tilde{\alpha}_0$ выполняется соотношение $\tilde{\alpha}_{(0)} < \tilde{\alpha}_{(1)} = \tilde{\alpha}_{(0)}\Phi(\tilde{\alpha}_{(0)}) < \tilde{\alpha}_{(0)} = \tilde{\alpha}_0\Phi(\tilde{\alpha}_0)$, откуда следует сходимость (30) к $\tilde{\alpha}_0$ снизу (при $\tilde{\alpha}_{(0)} > \tilde{\alpha}_0$ — сверху).

Вычисление оптимального значения параметра регуляризации $\tilde{\alpha}_0$ для оценки $\tilde{\mu}$ осуществлялось методом последовательных приближений; из (23) для $j = 1, 2, \dots$ имеем сходящуюся последовательность к точке $\alpha = \alpha_0$:

$$\tilde{\alpha}_{(j)} = \frac{h\omega(\tilde{\alpha}_{(j-1)})}{\gamma(\tilde{\alpha}_{(j-1)})} = \tilde{\alpha}_{(j-1)} \Psi(\tilde{\alpha}_{(j-1)}), \quad (32)$$

так как

$$\Psi(\alpha) = \frac{h}{\gamma(\alpha)} \left[\sum_{i=1}^n \frac{\rho_i^2}{(S_i^2 + \alpha)^2} + \frac{i}{\alpha^2} \sum_{i=r+1}^m \beta_i^2 \right]^{1/2}$$

— убывающая функция, поскольку $[\dots]^{1/2}$ и $\gamma(\alpha)$ — убывающие функции, принимающие равные значения в точке α_0 . Поэтому выполняется соотношение

$$\Psi(\alpha) = \begin{cases} = 1 & \text{при } \alpha = \tilde{\alpha}_0; \\ > 1 & \text{при } \alpha < \tilde{\alpha}_0; \\ < 1 & \text{при } \alpha > \tilde{\alpha}_0, \end{cases} \quad (33)$$

а функция $\alpha\Psi(\alpha)$, очевидно, монотонно возрастающая. Как показал вычислительный эксперимент, рассмотренные итерационные схемы имеют быструю сходимость при начальном приближении $\tilde{\alpha}_{(0)} = \alpha_{(0)} = \alpha_{\max}$ из (25).

В заключение выражаю глубокую признательность В. А. Морозову за постоянное внимание к работе и В. Н. Кармазину за обсуждение и ценные замечания.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Некорректные задачи естествознания/Под ред. А. Н. Тихонова, А. В. Гончарского. — М.: Изд-во МГУ, 1987.
2. Морозов В. А., Кармазин В. Н., Плахотнюк А. Н. Об устойчивом восстановлении характеристик распределенной системы, моделируемой уравнением Риккати // Численные методы и автоматизация исследований: Тез. докл. науч.-техн. конф. — Сочи: КГУ, 1988.

3. Плахотнюк А. Н. Идентификация характеристик распределений комплексной магнитной проницаемости и электропроводности ферромагнитного изделия // Аппаратные и программные средства магнитных измерений и контроля: Сб. статей.— Омск: Омский политехн. ин-т, 1988.
4. Плахотнюк А. Н. Модификация шагового метода синтеза оптимальных регрессионных моделей многопараметровых измерений // Измерение электрических и магнитных параметров: Сб. статей.— Омск: Омский политехн. ин-т, 1986.
5. Лоусон Ч., Хенсон Р. Численное решение задач метода наименьших квадратов.— М.: Наука, 1986.
6. Морозов В. А. Регулярные методы решения некорректно поставленных задач.— М.: Наука, 1987.
7. Левин А. М. О вычислении меры несовместности операторных уравнений 1 рода // Журн. вычисл. математики и мат. физики.— 1986.— 26, № 4.
8. Дрейзин В. Э. О статистическом подходе к решению многопараметровых метрических задач неразрушающего контроля // Дефектоскопия.— 1981.— № 3.
9. Полуэктов А. Р. Метод последовательных приближений выбора параметра регуляризации при численном решении некорректных задач // Журн. вычисл. математики и мат. физики.— 1989.— 29, № 11.

Поступила в редакцию 28 марта 1989 г.
