## УДК 534:535

## НЕКОТОРЫЕ ОСОБЕННОСТИ РЕШЕНИЯ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧИ СПЕКТРАЛЬНОЙ РЕФЛЕКТОМЕТРИИ МДП-СТРУКТУР

## И. У. ПРИМАК, А. В. ХОМЧЕНКО Белорусско-Российский университет Могилев, Беларусь

Численное моделирование решения обратной задачи определения толщин и комплексных диэлектрических проницаемостей МДП-структур на основе метода спектральной рефлектометрии (в измерительной схеме интерферометра Майкельсона) продемонстрировало, что данная задача становится некорректной в практически важном диапазоне толщин слоев. В этом сообщении рассмотрены возможности регуляризации обратной задачи. Запишем регуляризирующий функционал S некорректной обратной задачи, который представляет собой сумму функционала невязки и стабилизирующего функционала с неизвестным параметром α [1]:

$$S = S_0 + \alpha P, \ S_0(\mathbf{z}) = \sum_{i=1}^n \left( R_i^e - R(\lambda_i, \mathbf{z}) \right)^2, \ P = \left| \mathbf{z} - \mathbf{z}^0 \right|, \ \mathbf{z} = (z_j), \ \mathbf{z}^0 = (z_j^0), \ j = \overline{1, \nu}, \ (1)$$

где  $S = S(\mathbf{z})$ ,  $R_i^{\rm e}$  и  $R(\lambda_i, \mathbf{z})$  — измеренные и рассчитанные значения коэффициентов отражения от многослойной структуры для длины волны излучения  $\lambda_i$ ,  $\mathbf{z}$  — вектор параметров модели структуры, которые необходимо определить,  $\mathbf{z}^0$  — вектор начальных приближений этих параметров.

Определение вектора параметров **z** осуществляется при минимизации функционала (1). При этом параметры определяются с погрешностями, обусловленными погрешностями регистрации коэффициента отражения, а также использованием стабилизирующего функционала:

$$\Delta_j = \Delta_j^c + \Delta_j^s, \ j = \overline{1, \nu}.$$

Оценим систематические погрешности вызванные использованием стабилизирущего функционала, полагая  $\alpha \ll 1$ 

$$\Delta_{j}^{c} \simeq \alpha \partial z_{j} / \partial \alpha = -\alpha \sum_{k=1}^{v} \left( M_{kj} \right)^{-1} \left[ z_{k}^{\prime} - z_{k}^{0} \right], \ j = \overline{1, v},$$
 (2)

где  $\left(M_{kj}\right)^{-1}$  – обратная матрица для матрицы

$$M_{kj} = \sum_{i=1}^{n} \frac{\partial R}{\partial z_{k}} (\lambda_{i}, \mathbf{z}') \frac{\partial R}{\partial z_{i}} (\lambda_{i}, \mathbf{z}') + \alpha \delta_{kj}, \ k, j = \overline{1, v},$$

 $\mathbf{z}' = (z_j')$  — решение задачи минимизации функционала (1) при заданном значении  $\alpha$ ,  $\delta_{kj}$  — символ Кронекера.

Точность формул (2) тем выше, чем ближе решение  $\mathbf{z}'$  к точному решению (т. е. к решению в отсутствии погрешностей). Случайные погрешности определим как



$$\Delta_{j}^{s} = \sum_{k=1}^{\nu} \left( M_{kj} \right)^{-1} \left[ \sum_{i=1}^{n} \Delta R_{i} \frac{\partial R}{\partial z_{k}} (\lambda_{i}, \mathbf{z}') \right], \quad j = \overline{1, \nu},$$

где  $\Delta R_i$  – погрешности регистрации коэффициента отражения для заданной длины волны  $\lambda_i$ .

Отметим, что модули погрешностей  $\Delta_j^s$  (  $j=\overline{1,v}$  ) с уменьшением  $\alpha$  монотонно возрастают и достигают максимума при  $\alpha=0$ . В тоже время, модули погрешностей  $\Delta_j^c$  (  $j=\overline{1,v}$  ) зависят от  $\alpha$  немонотонно. Данные величины достигают минимумов при нескольких значениях  $\alpha$  (среди них  $\alpha=0$ ). Очевидно, имеет смысл выбирать оптимальное значение  $\alpha_{opt}$  среди этих значений (исключая случай  $\alpha=0$ , т. к. в этом случае получим максимум случайной погрешности). При этом, в соответствии с [1] практично осуществлять поиск  $\alpha_{opt}$ , анализируя величину  $\left|\Delta^c\right| \simeq \left|\alpha\partial\mathbf{z}/\partial\alpha\right|$ , где  $\Delta^c = \left(\Delta_j^c\right)$  (  $j=\overline{1,v}$ ).

В целях оценки эффективности предлагаемого подхода выполнено численное моделирование отражения света от структур  $\mathrm{SiO}_2$ -Au-Si с последующим решением регуляризированной обратной задачи. Рассмотрено отражение света в диапазоне длин волн от 300 до 800 нм. Экспериментальные данные моделировались добавлением к расчетной зависимости коэффициента отражения погрешностей, распределенных по нормальному закону со средним квадратическим отклонением 0,005. Зависимости диэлектрической проницаемости  $\mathrm{SiO}_2$ , Au и Si от длины волны определялись на основе дисперсионной формулы Коши, аналитической модели критических точек [2] и данных [3] соответственно. Это позволило сформулировать шестнадцатипараметрическую модель многослойной структуры, параметры которой вычислялись при минимизации функционала (1).

Регуляризация обратной задачи, поиск оптимального значения  $\alpha_{opt}$  продемонстрировали возможность снижения погрешностей определения параметров слоев более чем в 3 раза. В частности, слои  $\mathrm{SiO}_2$  и Au с толщинами соответственно 100 и 30 нм определялись с погрешностями ~ 1 % по толщине и менее 10 % по диэлектрической проницаемости.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. **Тихонов, А. Н.** Методы решения некорректных задач / А. Н. Тихонов, В. Я. Арсенин. Москва: Наука, 1979. 285 с.
- 2. **Etchegoin, P. G.** An analytic model for the optical properties of gold / P. G. Etchegoin, E. C. Le Ru, M. Meyer // J. Chem. Phys. 2006. № 125. P. 1–3.
- 3. **Polyanskiy, M. N.** Refractive index database [Electronic resurce] / M. N. Polyanskiy. Mode of acces: https://refractiveindex.info. Data of access: 10.02.2019.

