УДК 621.372.8:535

<u>Чудаков Е. А</u>.-¹, Сотский А. Б. ¹, Шилов А. В. ¹, Парашков С. О. ²

РЕФЛЕКТОМЕТРИЯ СЛОЯ СФОКУСИРОВАННЫМ СВЕТОВЫМ ПУЧКОМ

¹Могилевский государственный университет им. А. А. Кулешова, Могилев, Беларусь ²Белорусско-Российский университет, Могилев, Беларусь

Одним из эффективных методов когерентного оптического контроля параметров слоев на подложках является волноводная спектроскопия [1]. В данном методе сочетаются туннельное возбуждение мод слоя посредством призмы связи и регистрация мощности отраженного лазерного пучка. При указанном способе возбуждения пленок зондирующее оптическое излучение проникает в них в виде волноводных мод и взаимодействует с ними на наибольшем, по сравнению с альтернативными измерительными схемами, расстоянии. Этим определяется высокая чувствительность метода волноводной спектроскопии к параметрам слоев. Однако этот метод является контактным, что приводит к трудно контролируемому искажающему влиянию на результаты измерений призмы связи. Кроме того, эффективное туннельное возбуждение мод требует протяженной (сантиметрового порядка) области оптического контакта призмы связи с исследуемой структурой. Эта особенность исключает локальные измерения характеристик слоев, востребованные, в частности, в микроэлектронике.

В докладе показано, что названные ограничения можно преодолеть, используя бесконтактный вариант волноводной спектроскопии. В нем локальное зондирование слоя осуществляется за счет возбуждения в слое мод Ценнека ТМ, либо ТЕ поляризации сфокусированным лазерным пучком [2]. Ось пучка составляет угол Брюстера с нормалью к поверхности слоя. При определенных условиях распределение интенсивности отраженного от слоя пучка имеет, как и в стандартной волноводной спектроскопии, вид m- линии. Ее контур, измеряемый матрицей фотоприемников, весьма чувствителен к локальным характеристикам слоя. Обработка контура осуществляется методом наименьших квадратов без использования опорного сигнала и без механического вращения образца. Представлены оценки эффективности предлагаемого метода на примере исследования естественного оксидного слоя на поверхности кремния.

Оптическая схема бесконтактной волноводной спектроскопии представлена на рисунке 1.



Рисунок 1 – Оптическая схема бесконтактной волноводной спектроскопии (а), фотография характерного распределения интенсивности отраженного m- линии в плоскости матрицы фотоприемников Ф (b).

Гауссов лазерный пучок амплитудного радиуса w_0 , значительно превышающего длину волны λ , фокусируется короткофокусным объективом на поверхность исследуемого слоя толщины d, находящегося на подложке. Радиус пучка в фокусе $w = 2f/(k_0w_0)$, где $f - \phi$ окусное расстояние объектива, k_0 – волновое число вакуум. Ось пучка составляет угол θ с нормалью к слою. Распределение интенсивности отраженного пучка S(x, y') регистрируется матрицей фотоприемников Φ , расположенной на расстоянии D по оси пучка от поверхности слоя. Для расчета функции S(x, y'), имеющей смысл компоненты вектора Пойнтинга, нормальной плоскости матрицы Ф, использовано строгое решение векторной электродинамической задачи об отражении когерентного светового пучка от слоистой среды [3]. В нем компоненты отраженного поля записываются в виде двукратных интегралов Фурье по пространственным частотам. Проблема быстрых осцилляций подынтегральных функций решается за счет преобразования интегралов в контурные на комплексных плоскостях. В таком представлении численный расчет распределения S(x, y') не вызывает принципиальных затруднений. Кроме того, методом перевала получено аналитическое приближение для функции S(x, y'), необходимое для решения обратной оптической задачи о восстановлении параметров слоя.

На рис.2 приведены расчетные распределения интенсивности m- линий вдоль прямой, образованной пересечением плоскостей падения пучка и матрицы фотоприемников (это функции $S_n(y') = S(0, y')/max[S(0, y')]$, соответствующие освещению естественного слоя оксида на поверхности кремния гауссовыми пучками гелий - неонового лазера ($\lambda = 0.6328 \,\mu m$) различных радиусов. При расчетах использованы известные дисперсионные таблицы материалов SiO_2 и Si и значение D = 5cm и угол $\theta = 75.54^\circ$, равный углу Брюстера.



Рисунок 2 – Нормированные распределения интенсивности m- линий S_n(y'), регистрируемые матрицей фотоприемников при исследовании естественного слоя оксида толщины d на поверхности кремния: a - d = 4nm и различные радиусы зондирующего пучка w, b - w = 5nm и различные толщины оксида d, дискретные значки – строгий расчет, сплошные кривые – метод перевала.

Согласно рис.2*a*, контур m- линии существенно зависит от радиуса зондирующего пучка *w*. По мере увеличения *w* контур сглаживается и теряет особенности, позволяющие судить о параметрах исследуемого слоя. Рис.2b иллюстрирует экстремально высокую чувствительность контура m- линии к толщине наноразмерного слоя.

Для определения параметров слоя по регистрируемым функциям $S_n(y')$ можно использовать метод наименьших квадратов с целевой функцией

$$F(p_i) = \sum_{j=1}^{L} \left[S_n^{(e)}(y_j') - p_1 S_n(p_2, p_3, p_4, y_j') \right]^2,$$

где i = 1, ..., m, m – число искомых параметров, y'_j – координаты в количестве L, отсчитанные вдоль m- линии, $S_n^{(e)}(y'_j)$ - результаты измерения функции $S_n(y'_j)$, $S_n(p_2, p_3, p_4, y'_j)$ - теоретическая модель этой функции. Далее предполагается, что m = 4, причем $p_2 = d, p_3 = n, p_4 = k$ (n и k – показатель преломления и поглощения слоя), p_1 - нормировочная постоянная; показатели преломления и поглощения подложки предполагаются известными. Погрешности решения обратной оптической задачи δp_i допускают оценки [4]

$$|\delta p_i| \le \max \left| \delta S_n^{(e)}(y_j') \right| E_i, \qquad E_i = \sum_{j=1}^L \left| \sum_{k=1}^m M_{ik}^{-1} \frac{\partial [p_1 S_n(p_2, p_3, p_4, y_j')]}{\partial p_k} \right|,$$

где $\delta S_n^{(e)}(y_j')$ - погрешности измерения значений $S_n^{(e)}(y_j')$, M_{ik}^{-1} – матрица, обратная матрице

$$M_{ik} = -\sum_{j=1}^{L} \frac{\partial [p_1 S_n(p_2, p_3, p_4, y'_j)]}{\partial p_i} \frac{\partial [p_1 S_n(p_2, p_3, p_4, y'_j)]}{\partial p_k}$$

Минимизации коэффициентов ошибок E_i достижима за счет выбора условий измерений [4]. Рис.З иллюстрирует влияние на коэффициент ошибки определения толщины слоя E_2 параметров зондирующего пучка w, θ , а также ширины диапазона $\Delta y'$ сканирования y'. При $w = 5.01 \mu m$, $\Delta y' = 3878 \mu m$, $\theta = 75.54^\circ$ имеем минимальное значение $E_2 = 0.0091 \mu m$. В этом случае при достижимом экспериментально max $\left|\delta S_n^{(e)}(y'_j)\right| = 0.0005$ ошибка измерения толщины слоя $\left|\delta p_i\right| < 0.05 nm$. Для сравнения, в классической схеме, основанной на регистрации угловой зависимости энергетического коэффициента отражения параллельного пучка минимальное значение E_2 для рассматриваемой структуры составляет 1.63 μm .



Рисунок 3 – Влияние выбора параметров возбуждающего пучка на коэффициент ошибки восстановления толщины окисного слоя на поверхности кремния.

Представленные в настоящей работе соображения подтверждены нами экспериментальными исследованиями оксидных слоев на поверхности кремниевых пластин.

Работа выполнена в рамках Государственной программы научных исследований РБ «1.15 Фотоника и электроника для инноваций».

Список литературы

1. Khomchenko, A.V. Waveguide spectroscopy of thin films. - New York: Acad. Press, 2005. - 220 p.

2. Сотский А.Б., Назаров М.М., Михеев С.С., Сотская Л.И. Чувствительность отражательных терагерцовых сенсоров водных растворов // Журнал Технической Физики. – 2021, том 91, вып.2. С.315 – 325.

3. Сотский, А.Б. Теория оптических волноводных элементов. - Могилев: УО «Могилевский государственный университет им. А.А. Кулешова», 2011. – 456 с.

4. Сотский А.Б., Штейнгарт Л. М., Парашков С. О., Сотская Л. И. О выборе диапазонов измерения отражательной способности призмы связи при волноводной спектроскопии тонких пленок // Известия РАН. Серия физическая. – 2016. – Т. 80, № 4. – С. 465–469.