=ОРИГИНАЛЬНЫЕ СТАТЬИ ===

УДК 519.23:535.317.1/.7

© О. М. Горбенко, С. А. Масалов, П. А. Фридман, Г. Э. Цырлин, А. О. Голубок

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ХАРАКТЕРНЫХ ПАРАМЕТРОВ СТМ-ИЗОБРАЖЕНИЙ НАНОСТРУКТУР МЕТОДОМ СТАТИСТИЧЕСКОГО АНАЛИЗА ДВУМЕРНЫХ СЛУЧАЙНЫХ ПОЛЕЙ

Предлагается алгоритм статистического анализа размеров элементов изображений, основанный на вычислении спектральной плотности изображения и являющийся реализацией цифрового подхода к решению обратной задачи. Возможности алгоритма продемонстрированы на примерах модельных изображений. Предложенный подход позволяет получить распределение элементов изображений по размерам. Приводятся результаты применения алгоритма при исследовании изображений полупроводниковых наноструктур, полученных в сканирующем туннельном микроскопе.

ОСНОВНЫЕ СООТНОШЕНИЯ

При исследовании полидисперсных сред оптическими методами анализируется интенсивность светового пучка, рассеянного мутной средой [1–4]. Развитый в этих работах подход используется нами в рамках статистического цифрового анализа двумерных случайных полей [5].

Для определения статистических характеристик размеров объектов на изображении предлагается применить цифровые методы анализа, рассматривая изображения как двумерные однородные случайные поля. При этом аналогом интенсивности рассеяния световых волн для различных углов отклонения является спектральная плотность изображения, вычисленная как квадрат модуля его дискретного двумерного преобразования Фурье. За основу исследования предлагается взять неупорядоченное двумерное поле, элементами которого являются диски со случайными радиусами a_i , центры которых расположены в точках r_i . Предполагается статистическая независимость случайных величин a_i и r_i , а также статистическая независимость расположения различных дисков. Для индикатрисы рассеяния света $I_p(\theta)$ в таком случае справедливо соотношение [1, 3]:

$$I_{p}(\theta) = I_{0}\theta^{-2} \int_{0}^{\infty} \omega(\rho)\rho^{2} J_{1}^{2}(\rho\theta)d\rho , \qquad (1)$$

где I_0 — интенсивность светового пучка в отсутствии рассеяния, θ — угол рассеяния, $\rho = \frac{2\pi a}{\lambda}$, λ — длина волны падающего света, $\omega(\rho)$ — плотность распределения по нормированным размерам, J_1 — функция Бесселя первого рода.

Путем простых преобразований из выражения (1) можно получить соотношение, связывающее спектральную плотность изображения G(f) и плотность распределения элементов изображения по размерам w(a):

$$G(f) = Cf^{-2} \int_{0}^{\infty} w(a)a^{2}J_{1}^{2}(fa)da, \qquad (1a)$$

где G(f) — спектральная плотность исследуемого изображения, f — пространственная частота, $f = \sqrt{f_x^2 + f_y^2}$, C — константа, a — радиус дисков, w(a) — плотность распределения радиусов дисков.

АЛГОРИТМ ЧИСЛЕННОГО РЕШЕНИЯ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧИ

Для получения плотности распределения радиусов дисков w(a) необходимо решить обратную задачу. Решение обратной задачи можно свести к решению линейной системы уравнений:

$$a_{i,k}x_k = y, \quad i,k = 1,...,n$$

 $\Delta = [a_{i,k}]$ — определитель матрицы коэффициентов этой системы.

Для определения существования решения предлагается нормировать эту систему, умножив

каждое ее уравнение на
$$\left(\sqrt{\sum_{k=1}^{n} a_{i,k}^2}\right)$$
 [4]. Наи-

лучшая обусловленность системы будет при $\Delta = \pm 1$. Если определитель нормированной матрицы мал, то часто изменения элементов в пределах их точности обращают определитель в ноль. Это означает, что система уравнений в таком виде практически несовместна, и задача не имеет решений.

Другой способ решения обратной задачи в рассматриваемом случае основан на применении обобщенных интегральных преобразований и получении обратного по отношению к выражению (1a) преобразования [1]. В этом случае для плотности распределения по размерам имеем

$$w(a) = -\frac{C_1}{a} \int_0^\infty f J_1(fa) N_1(fa) \frac{d}{df} \Big[f^3 G(f) \Big] df , \quad (2)$$

где C_1 — константа, N_1 — функция Неймана первого рода.

Выражение (2) позволяет вычислить плотность распределения радиусов элементов двумерного случайного поля по его спектральной плотности. Сложность численного определения из соотношения (2) возникает из-за того, что под знаком интеграла находится производная от экспериментальной зависимости. В связи с этим встает задача сглаживания экспериментальной спектральной плотности G(f)и получения гладкой производной, отражающей характер поведения зависимости $f^{3}G(f)$, не связанный со случайными отклонениями спектральных компонент. Сглаживание предлагается проводить в три этапа. На первом этапе двумерная спектральная плотность изображения сглаживается с помощью двумерного спектрального окна $W(f_x, f_y)$, например окна Бартлетта:

$$G'(f_x, f_y) = G(f_x, f_y) * W(f_x, f_y),$$

где ** — операция свертки.

Так как приведенные выше соотношения получены для модели случайного поля со случайным образом расположенными круглыми дисками, то все направления на изображении равноценны, и двумерная спектральная плотность может быть усреднена по нескольким сечениям. Поэтому на втором этапе вычисляется

$$G''(f) = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^{n} G'_{i}(f) ,$$

где $G'_i(f)$ — *i*-е сечение функции $G'(f_x, f_y), f = \sqrt{f_x^2 + f_y^2}$.

На третьем этапе предлагается осуществить сглаживание кривой G''(f) с помощью сплайнов.

После того как построена достаточно гладкая функция спектральной плотности, необходимо приближенно вычислить производную функции $P(f_k) = f_k^{3}G(f_k), \quad k = 1,...,n$. Для этого используется оператор первых разностей:

$$\frac{dP(f_k)}{df_k} = \frac{P(f_{k+1}) - P(f_k)}{f_{k+1} - f_k}, \quad k = 2, ..., n.$$

Таким образом, плотность распределения радиусов элементов изображения можно определить путем приближенного вычисления интеграла (2) для заданного набора величин радиусов $a_i, i = 1,..., m$:

$$w(a_i) = -\Delta f \frac{C_1}{a_i} \sum_{k=1}^n f_k J_1(f_k a_i) N_1(f_k a_i) \frac{dP(f_k)}{f_k}, \quad (3)$$

где Δf — интервал между соседними спектральными составляющими функции $G''(f_k)$.

МОДЕЛЬНЫЙ ЭКСПЕРИМЕНТ

Эффективность описанного метода для вычисления плотности распределения размеров определялась на модельных случайных полях. Смоделированное изображение содержит элементы в виде дисков и рассматривается как конкретная реализация из совокупности изображений с заданными статистическими свойствами. Координаты центров дисков задаются с помощью генератора равномерно распределенных случайных величин. Радиусы дисков распределены по нормальному закону с заданными средним значением a_0 и стандартным отклонением σ (рис. 1):

$$w_0(a) = 1/(\sqrt{2\pi} \sigma) \exp(-(a - a_0)/2\sigma^2).$$

В процессе формирования множества элементов изображения с помощью генератора нормально распределенных случайных величин строится гистограмма величин радиусов дисков (рис. 2, а).

Для построенного изображения вычисляется спектральная плотность и выполняются процедуры ее сглаживания, по описанному выше алгоритму. Двумерная спектральная плотность модельного изображения, приведенного на рис. 1, изображена на рис. 3. Лучами показаны направления сечений, по которым проводилось усреднение спектральной плотности.

Для подтверждения адекватности предложенного алгоритма проводилось сравнение величины w(a), полученной предложенным выше способом,



Рис. 1. Смоделированное изображение. Средний радиус диска 4 ед. Стандартное отклонение величины радиуса 1 ед.



Рис. 2. а. Гистограмма радиусов элементов изображения, приведенного на рис 1. б. Результат вычислений по изображению. в. Результат вычислений по рассчитанной спектральной плотности

с величиной $w_1(a)$, рассчитанной по такому же алгоритму. При этом в качестве G(f) в формуле (2) принималось решение прямой задачи (выражение 1a) с заданным при моделировании значением $w_0(a)$.

Интеграл в формуле (1) вычисляется приближенно, по формуле прямоугольников:

$$\widetilde{G}(f_k) = C f_k^{-1} \Delta a \sum_{i=1}^m w(a_i) a_i^2 J_1^2(f_k a_i), \qquad (4)$$

$$k = 1, ..., n,$$



Рис. 3. Двумерная спектральная плотность изображения, приведенного на рис. 1



Рис. 4. Смоделированное изображение для двухмодного распределения радиусов дисков: a = 4 и a = 9

где Δa — интервал задания радиусов дисков, а остальные величины соответствуют формуле (1).

Результаты решения обратной задачи показаны на рис. 2: для экспериментальной кривой — на рис. 2, б, а для тестовой кривой — на рис. 2, в. Гистограмма величин радиусов смоделированного изображения (рис. 2, а) позволяет сравнить полученные результаты с данными об изображении.

На рис. 4 и 5 представлены результаты обработки модельного изображения, содержащего элементы с двумя характерными размерами. Этот результат демонстрирует, что вычисления по формуле (2) дают в результате не просто средний размер элементов изображения, а именно плотность распределения радиусов элементов, которая может быть и двухмодовой (рис. 5).



Рис. 5.

a

а. Гистограмма радиусов дисков на изображении рис. 8.

б, в. Результаты вычислений соответственно для изображения и тестовой спектральной плотности

Сравнение изображений, гистограмм и результатов вычислений позволяет сделать положительное заключение о корректности рассмотренного метода и предложить его для исследования реальных изображений.

ОБРАБОТКА СТМ-ИЗОБРАЖЕНИЙ ПОЛУПРОВОДНИКОВЫХ НАНОСТРУКТУР

Данный алгоритм был исследован при определении характеристик размеров на СТМ- изображениях полупроводниковых наноструктур. Методом СТМ исследовались ансамбли квантовых точек (КТ), образующиеся в процессе самоорганизации тонких полупроводниковых слоев при молекулярно-пучковой эпитаксии [6]. Подобные наноструктуры используются при создании твердотельных лазеров с рекордными параметрами, при этом характеристики лазерного излучения определяются статистикой распределения размеров КТ [7]. На рис. 6 представлено СТМ-изображение ансамбля КТ. Обычно средние размеры КТ и их разброс определяются с помощью рутинной процедуры обработки многочисленных поперечных сечений СТМизображений (рис. 6, б).

Предложенный алгоритм позволяет в автоматическом режиме получить необходимые количественные данные обо всем ансамбле КТ, обрабатывая однократно файл экспериментального изображения. Вычисления по усредненному сечению спектральной плотности (рис. 7, а) позволяют получить плотность распределения радиусов квантовых точек w(a), представленную на рис. 7, б. Нормированное распределение по размерам позволяет получить среднее значение радиусов элементов как:

$$\overline{R} = \sum_{i=1}^{N} w(a_i) a_i \; .$$

Для определения средней плотности КТ на исследуемой поверхности предлагается вычислить среднюю площадь КТ (S_1), аппроксимировав ее форму диском либо прямоугольником и используя значение \overline{R} . Суммарная площадь, занимаемая всеми КТ ($S_{\rm KT}$), вычисляется по бинаризованному изображению, полученному в результате пороговой обработки. Тогда количество КТ на изображении можно определить как отношение



Рис. 6. а. Изображение гетероструктуры с квантовыми точками после медианной фильтрации и удаления трендов. Площадь сканирования 18 000×18 000 Å. б. Сечение изображения



Рис. 7. а. Спектральная плотность изображения, представленного на рис. 6. б. Плотность распределения размеров квантовых точек



Рис. 8. СТМ-изображение ансамбля КТ, площадь сканирования 4000×4000 Å

$$N_{\rm KT} = \frac{S_{\rm KT}}{S_1}$$

а среднюю плотность КТ на поверхности — как $\rho = \frac{N_{\text{KT}}}{S_{uso \delta p}}$, где $S_{uso \delta p}$ — площадь сканирован-

ной поверхности.

На рис. 8 приведено СТМ-изображение ансамбля КТ, имеющих два характерных размера, что отражено на плотности распределения радиусов КТ, полученной по усредненному сечению, которая представлена на рис. 9. В результате аппроксимации этой кривой гауссовыми плотностями распределения получены значения характерных размеров КТ:



Рис. 9. Плотность распределения радиусов КТ, изображение которых дано на рис. 8

$$R_1 = 96 \pm 34$$
Å, $R_2 = 269 \pm 14$ Å,

 $\overline{R} = 113$ Å, средняя плотность расположения КТ на поверхности $\rho = 826$ мкм⁻¹.

Рассматриваемый способ вычислений справедлив для изотропных изображений. Не приводя строгих доказательств корректности, рассмотрим его применение при обработке неизотропных объектов, к которым относятся кристаллические структуры.

В этом случае вычисления проводятся с данными сечения спектральной плотности изображения, проведенного в выбранном направлении, Это позволяет охарактеризовать вытянутость формы КТ в определенном направлении. Для изображения, приведенного на рис. 8, таким образом полу-



Рис. 10. а. СТМ-изображение ансамбля квантовых точек, площадь сканирования 6000×6000 Å. б. Поперечное сечение изображения



Рис. 11. Плотность распределения радиусов для ансамбля КТ, изображенного на рис. 10, вычисленная вдоль горизонтального сечения; R_1 =176±50 Å, R_2 =550±30Å

чено по вертикальному сечению значение $R_{sepm} = 120 \pm 30$ Å, а по горизонтальному сечению $-R_{sopus} = 82 \pm 26$ Å. Значения величин второго характерного размера по горизонтальному и вертикальному сечениям приблизительно совпадают и соответствуют результату, полученному для усредненного сечения, который приведен выше.

Для изображения, приведенного на рис. 10, результатом вычислений по горизонтальному сечению является двухмодовая плотность распределения радиусов КТ ($R_1 = 176 \pm 50$ Å, $R_2 = 550 \pm 40$ Å) (рис. 11).

На основании данных усредненного по направлениям сечения для изображения поверхности рис. 10 автоматически получено, что на нем находятся КТ со средним радиусом 250 ангстрем, а средняя плотность КТ на поверхности образца составляет 220 мкм⁻².

выводы

Предложенный алгоритм определения плотности распределения размеров элементов цифрового полутонового изображения с помощью вычисления его спектральной плотности является работоспособным. Возможности алгоритма проверены на смоделированных изображениях. Проведено исследование изображений полупроводниковых гетероструктур, содержащих квантовые точки, и получены плотности распределения радиусов квантовых точек, средний радиус, разброс радиусов, средняя плотность, с которой КТ расположены на поверхности.

Работа выполнена при поддержке ГНТП «Физика твердотельных наноструктур» (Проект № 98-3010) и ФЦП «Интеграция» (Проект А 147).

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Ахманов С.А., Дьяков Ю.Е., Чиркин А.С. Введение в статистическую радиофизику и оптику. М.: Наука, 1981. 640 с.
- 2. *О'Нейл* Э. Введение в статистическую оптику. М.: Мир, 1966. 254 с.
- 3. Байвель Л.П., Лагунов А.С. Измерение и контроль дисперсности частиц методом светорассеяния под малыми углами. М.: Энергия, 1977. 87 с.
- 4. Шифрин К.С. Введение в оптику океана Л.: Гидрометеоиздат, 1983. 278 с.
- 5. Прэтт У. Цифровая обработка изображений. М.: Мир, 1982. В 2-х кн. Кн. 1. 310 с.
- 6. Cirlin G.E., Dubrovskii V.G. et al. // Semicond. Sci. Technol. 1998. V. 13, № 11. P. 1262–1265.

7. Алферов Ж.И. // Физика и техника полупроводников. 1998. Т. 32, № 1. С. 3–18. Санкт-Петербург

Материал поступил в редакцию 17.01.99.

Институт аналитического приборостроения РАН,

NANOSTRUCTURE PARAMETERS DEFINITION IN THE SPM-IMAGES BY THE METHOD OF TWO-DIMENSIONAL RANDOM FIELD STATISTICAL ANALYSIS

O. M. Gorbenko, S. A. Masalov, P. A. Fridman, G. E. Cirlin, A. O. Golubok

Institute for Analytical Instrumentation RAS, Saint-Petersburg

Algorithm which allows one to define image element sizes is suggested. It is based on statistical analysis of two-dimensional random fields and spectral density calculation. The result of image processing by this method is probability distribution function for the element sizes. The algorithm was tested and its effectiveness was shown in the work with model random fields. Scanning tunneling microscopy images of semiconductor nano-structures (quantum dots) were processed by this algorithm. Lateral sizes of quantum dots were estimated. The method can be also used in element shape description.