При таких температурах (850 °C) формируются слои, имеющие напряженные связи Si-O, оборванные связи Si не заполненные кислородом, уменьшенную силу связей Si-O, измененные углы связей Si-O по сравнению со слоями диэлектрика, получаемого путем термического окисления кремния в сухом кислороде при температуре 1000 °C и выше [3].

Данные исследования распределения КРП по площади пластины показали, что после проведения быстрой термической обработки как на пластинах, проходивших предварительную термообработку, так и без нее наблюдается равномерное распределение КРП по площади пластины (рис.). При этом имеет место значительное повышение КРП (поверхностного потенциала) на границе раздела кремнийдвуокись кремния. Так, на пластинах КЭФ 4,5, не проходивших предварительной обработки быстрой термообработки двуокиси после кремния, КРП повысилась с минус 1,211 до минус 0,215 В, а для пластин, прошедших обработку, она повысилась с минус 1,134 до минус 0,052 В. В случае пластин КДБ 12 эти величины составили с минус 0,725 до минус 0,210 В и с минус 0,359 до минус 0,284 В соответственно. Можно утверждать о значительном

улучшении свойств границы раздела кремнийдвуокись кремния после быстрой термообработки такой системы за счет значительного повышения однородности микроструктуры двуокиси кремния по всей ее толщине.

Литература

1. Gorban, A.P. Investigation of the fast surface state spectrum of MIS structures by differential C-V method / A.P. Gorban, V.G. Litovchenko, P.Ch. Peikow // Phys. State Sol. (a). $-1972. - V. 10, N_{\rm P} 1. - P. 289-292.$

2. Воробей, Р.И. Контроль дефектов структуры кремний-диэлектрик на основе анализа пространственного распределения потенциала по поверхности полупроводниковых пластин / Воробей Р.И., Жарин А.Л., Гусев О.К., Петлицкий А.Н., Пилипенко В.А., Турцевич А.С., Тявловский А.К., Тявловский К.Л. // Приборы и методы измерений. – 2013. – № 2(7). – С. 67–72.

3. Боброва, Е.А. Особенности вольтфарадных характеристик МОП структур, обусловленные зарядом в окисле / Е.А. Боброва, Н.М. Омельяновская // ФТП. – 2008. – Т. 42, вып. 11. – С. 1380–1383.

УДК 621.384.3

МЕТОД СТЕРЕОМЕТРИЧЕСКОЙ ЛАЗЕРНОЙ ЛОКАЦИИ НА БАЗЕ МНОГОЭЛЕМЕНТНЫХ ФОТОДЕТЕКТОРОВ С НАКОПЛЕНИЕМ ЗАРЯДА Иванов В.И., Иванов Н.И.

НИИ ядерных проблем БГУ, Минск, Республика Беларусь

Повышение эффективности обнаружения и распознавания различных удаленных объектов, включая малоконтрастные объекты и объекты с нулевой контрастностью, является основной задачей разработки и создания современных лазерно-локационных систем видения и автоматизированного «машинного» распознавания [1, 2]. Приоритетным направлением в этой задаче является создание трехмерных лазерных локаторов (3D-лидаров), обеспечивающих получение дальностных трехмерных изображений объектов [3, 4].

В таких системах дальностные трехмерные изображения объектов получают в виде матрицы (карты) расстояний до каждого из N элементов поверхности объекта. В качестве фотодетекторов в таких системах используются высокочувствительные многоэлементные фотодетекторы «мгновенного» действия с независимыми выходами всех фотодетекторов, обеспечивающие адекватное представление временной информации о моментах прихода отраженного сигнала на каждый из фотодетекторов путем времяпролетных «старт-стопных» измерений. Это позволяет реализовать метод лазерной стереометрии, а именно, прямой метод измерения трехмерной формы объекта наблюдения в полярных координатах (угол-угол-дальность).

Основная сложность практической реализации данного подхода заключается в необходимости пропорционального увеличения числа времяизмерительных каналов с увеличением дискретной размерности матрицы $N = N_x N_y$. Так, например, даже при относительно небольшой размерности N = 64×64 элемента требуется 4096 времяпролетных измерительных каналов. Кроме того, также требуется N аналого-цифровых измерительных каналов для получения полутоновых изображений объекта или отдельная ПЗСматрица с элементами обработки сигналов.

В 3D-лидарах зарубежного производства для этой цели используются специальные высо-коинтегрированные 3D-камеры [3, 4].

Решение данной задачи с использованием гибридных технологий [5, 6] существенно ограничивает быстродействие и возможность получения трехмерных изображений без механического сканирования с высоким пространственным разрешением по кадру, т. е. с увеличением числа элементов N.

В предложенном методе стереометрической лазерной локации, основанный на применении стробируемых многоэлементных фотодетекторов с накоплением заряда, имеющих только один или более информационных выходов, таких как ПЗС, гибридные электронно-оптические преобразователи, представляющие собой ЭОП сопряженные с ПЗ- камерами. Базовая концепция метода была впервые предложена нами в работах [7, 8], дальнейшее развитие теории метода приведено в [9]. Метод позволяет одновременно получать как трехмерные, так полутоновые изображения обьектов с высоким быстродействием и разрешением на большом множестве точек поверхности N при использованием только одного времяизмерительного канала.

Длительность зондирующих лазерных импульсов должна удовлетворять условию

$$\tau_{\rm H} \ge 2\xi_{e,max}(\vec{r}_1)/c,$$
 (1)

где $\xi_{e.max}(\vec{r}_1)$ – максимальное значение возвышения рельефа объекта; с – скорость света.

Координаты в плоскости изображения оптической системы лидара (ОС) введены таким образом, чтобы между координатами точек лоцируемой поверхности объекта и координатами ее параксиального изображения существовала простая связь:

$$\vec{S} = \beta \, \vec{r}_1 \,, \tag{2}$$

где $\beta = d/R$ – коэффициент увеличения приемной OC лидара; d – расстояние от линзы OC до плоскости изображения, в которой установлен двумерный детектор изображений; R – расстояние от лидара до поверхности объекта; где \vec{S} – вектор координат в плоскости изображения лидара; $\vec{r_1}$ – вектор координат в предметной плоскости.

Для описания пространственно-временной структуры отраженных световых полей введем функцию f(t) > 0, которая отлична от нуля на интервале времени равном длительности лазерного излучения τ_{μ} и имеет максимальное значение равное единице.

В рамках данной модели отраженный сигнал $E_k(\vec{r_1}, t)$ можно представить совокупностью k парциальных пучков (субпучков), отраженных от kточек поверхности в радиальном направлении. Под парциальным пучком понимаем лазерное излучение, попадающее на один элемент (пиксель) двумерного матричного фотодетектора ОС. Временное распределение запаздывание времени прихода $\tau_k(\vec{S}, t)$ каждого из субпучков относительно момента излучения лазерного импульса t_0 однозначно связано с распределением возвышений рельефа $\xi_{\rm B}(\vec{r_1})$ поверхности объекта. При этом пространственно – временная структура отраженного светового поля определяется уравнением:

$$I(\vec{S},t) = \sum_{k} f^{2}(t-\tau_{k}) \left| E_{k}(\vec{S}) \right|^{2}, \quad (3)$$

где $\tau_k = 2R_{\xi_{e\kappa}}/c$ – время прихода лазерного импульса, отраженного от возвышения поверхности в k-той точке, находящейся расстоянии $R_{\xi_{e\kappa}}$ от лидара.

В соответствии с алгоритмом метода регистрируется два двумерных распределения интенсивности N парциальных пучков $B_1(\vec{S})$, $B_2(\vec{S})$ отраженного светового поля. Причем распределение $B_1(\vec{S})$ должно обязательно включать передний или задний фронт отраженного поля. В частности, для участка реализации $E(\vec{S},t)$, содержащего передний фронт поля, распределение $B_1(\vec{S})$ получаем путем двумерного накопления поля $E(\vec{S},t)$ в пространственно – временном стробе длительностью:

$$\tau_{c.1} = t_2 - t_1, \tag{4}$$

где t_1 – момент начала прихода отраженного светового поля; $2\xi_{s.max}(\vec{r}_1)/c \le t_2 \le \tau_{\mu}$.

В соответствии с (3) и (4) $B_1(\vec{S})$ определяется уравнением

$$B_{1}(\vec{S}) = K(\vec{r_{1}}, t)T_{a}(\vec{S}, t)A(\vec{S}) |E_{k}(\vec{S})|^{2}x$$

$$x \int_{t_{1}}^{t_{2}} f^{2}(t_{2} - \tau_{k}') dt = K(\vec{r_{1}}, t)T_{a}(\vec{S}, t)A(\vec{S}) x$$

$$x |E_{k}(\vec{S})|^{2}(t_{2} - \tau_{k}'), \qquad (5)$$

Второе распределение $B_2(\vec{S})$ получаем путем двумерного накопления полной реализации поля $E(\vec{S},t)$ по всей длительности его реализации Т:

$$B_{2}(\vec{S}) = K_{\text{orp}}(\vec{r_{1}}, t) T_{a}(\vec{S}, t) A(\vec{S}) |E_{k}(\vec{S})|^{2} x$$
$$x \int_{t_{1}}^{t_{1}+T} f^{2}(t - \tau_{k}) dt =$$
$$= K_{\text{orp}}(\vec{r_{1}}, t) T_{a}(\vec{S}, t) A(\vec{S}) |E_{k}(\vec{S})|^{2} \tau_{\mu}.$$
(6)

Нетрудно видеть, что двумерное распределение $B_2(\vec{S})$ представляет собой полутоновое изображение лоцируемого объкта с селекцией фона обратного рассеяния.

Из отношения (5) и (6) получаем двумерное распределение временных сдвигов N парциальных пучков отраженного излучения в следующем виде:

$$t(\vec{S}) = t_2 - \tau_{\rm H} \ B_1(\vec{S}) / B_2(\vec{S}). \tag{7}$$

Отсюда, получаем распределение искомых возвышений лоцируемого объекта (рельеф) на множестве N точек его поверхности:

$$\xi_{\rm B}(\vec{r}_1) = c/2(t_2 - \tau_{\rm H} B_1(\vec{S})/B_2(\vec{S})), \quad (8)$$

а также расстояний $R_{\xi}(\vec{r}_1)$ до каждой из точек возвышений в виде:

$$R_{\xi}(\vec{r}_{1}) = R_{6} + \xi_{B}(\vec{r}_{1}), \qquad (9)$$

где $R_6 = R_{\xi.max}$ – базовое расстояние, определяемое путем измерения длительности временного интервала $t_1 - t_0$, как расстояние до точки поверхности с максимальным возвышением.

Предложенный метод стереометрической лазерной локации позволяет одновременно определять как полутоновые изображения лоцируемых объктов с селекцией фона обратного рассеяния, так и их трехмерные характеристики $\xi_k(\vec{r}_1)$ и расстояния $R_{\xi}(\vec{r}_1)$ на большом множестве N точек поверхности объекта, которое может составлять десятки и сотни тысяч в зависимости от размерности используемых фотодетекторов с накоплением заряда. Разрешающая способность метода $\Delta \xi_{\rm B}(\vec{r}_1)$ не хуже 0,8-1,5 см.

Литература

1. Карасик В.Е., Орлов В.М. Локационные лазерные системы видения. М. : МГТУ им. Н.Э. Баумана, 2013. – 478 с.

2. Балоев В.Н., Мишанин С.С., Овсянников В.А., Якубсон С.Е., Яцык В.С. Анализ путей повышения эффективности наземных оптикоэлектронных комплексов наблюдения // Оптический журнал, 2012. – Т 9. – № 3. – С. 22–32.

3. Chua S.Y., Wang X., Guo N., Tan C.S., Chai T.Y., Seet G.L. Improving three-dimensional (3D) range gated reconstruction through time-offlight (TOF) imaging analysic // J.Eur. Opt. Soc.-Rapid. 2016. 11(16015). P.16015-1 – 16015-6.

4. Itzler M. 3-D LIDAR Imaging Cameras with Single-Photon Sensitivity based on Geiger-mode APDS. // ILMF 2015 – Denver. 2015. P. 1–42.

5. Ярошенко И.Ф., Ильин С.А., Капитанов Г.А. Трехмерное приемное устройство лазерного излучения // Оптический журнал, 2005. – Т. 72. – № 10. – С. 35–39.

6. Грязнов Н.А., Купренюк В.И., Соснов Е.Н. Лазерная информационная система сближения и стыковки космических аппаратов // Оптический журнал, 2015. – Т. 82. – № 2. – С. 27–33.

7. Пат. SU №1593429 A1, G01S17/00. «Способ стереометрической оптической локации» / Иванов В.И. 1988.

8. Пат. SU №1591621 A1, G01C3/08. «Способ определения рельефа лоцируемого объекта при импульсной локации» / Иванов В.И. 1988.

9. Иванов В.И., Иванов Н.И. Получение дальностных 3D изображений высокодинамичных объектов по отношениям интенсивностей парциальных пучков отраженного лазерного излучения // Квантовая электроника, 2018. – Т. 48. – № 7. – С. 679–682.

УДК 621.3.083.92

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ФАЗОВОГО СДВИГА НА ОСНОВЕ МЕТОДОВ ЦИФРОВОЙ ОБРАБОТКИ СИГНАЛОВ Тявловский А.К.¹, Гусев О.К.¹, Жарин А.Л.¹, Свистун А.И.¹, Тявловский К.Л.¹, Воробей Р.И.¹, Колтунович Т.²

¹Белорусский национальный технический университет, Минск, Республика Беларусь ²Люблинский технический университет, Люблин, Польша

Одной из типичных задач электрических измерений является задача определения фазового сдвига двух гармонических сигналов. В частности, определение фазового сдвига сигналов отклика электрометрического зонда в двух пространственно разнесенных точках поверхности полупроводниковой пластины является одной из составляющих разрабатываемого метода характеризации приповерхностных слоев полупроводника.

Обработка сигналов производится методом DSP (Digital Signal Processing, цифровая обработка сигналов) с использованием математических библиотек CMSIS DSP Software Library [1] для процессора ARM Cortex M7. При регистрации двух гармонических сигналов, сдвиг фаз между которыми требуется определить, производится их аналого-цифровое преобразование, в результате которого в памяти процессора формируются два массива данных U1 и U2 по 512 элементов в каждом. Длина каждого из массивов соответствует 4 целым периодам *T* колебаний сигнала. Шаг квантования, таким образом, составляет $\Delta t = 4T/512 = T/128$. Отсчеты сигнала в

массивах представлены в 32-битном знаковом формате с плавающей запятой (**float32**). Первичная обработка сигналов включает в себя центрирование массивов, т.е. вычисление и вычитание из массива среднего арифметического значения, вследствие чего в массивах содержится информация только о переменной составляющей измерительных сигналов.

Для упрощения дальнейших вычислений оба массива нормируются на 1 путем нахождения максимального элемента в каждом из массивов и деления на него всех элементов соответствующего массива:

$$U1[i] = U1[i]/max(U1),$$

 $U2[i] = U2[i]/max(U2).$
(1)

После выполнения этой операции оба массива будут содержать элементы с диапазоном значений $u_1[i] \in [-1;1]$ и $u_2[i] \in [-1;1]$.

Пусть в первом массиве содержатся отсчеты гармонического сигнала с единичной амплитудой и начальной фазой ϕ_0 :