

©1995 г.

**ИССЛЕДОВАНИЕ КИНЕТИКИ  
ТЕРМОСТИМИЛИРОВАННОЙ РЕЛАКСАЦИИ  
ОБЪЕМНОГО ЗАРЯДА В ОКИСЛЕ  $\text{SiO}_2$   
СТРУКТУР МЕТАЛЛ-ОКИСЕЛ-ПОЛУПРОВОДНИК,  
ОБЛУЧЕННЫХ  $\gamma$ -КВАНТАМИ  $^{60}\text{Co}$**

***[Ю.В.Баринов, В.Н.Безбородов, В.В.Емельянов, В.С.Першеников]***

Московский инженерно-физический институт,  
115409, Москва, Россия

(Получена 22 марта 1994 г. Принята к печати 26 июля 1994 г.)

С помощью термостимулированного отжига объемного заряда исследованы свойства электронных ловушек в подзатворном окисле  $\text{SiO}_2$  структур металлокисел-полупроводник, облученных  $\gamma$ -квантами  $^{60}\text{Co}$  в диапазоне температур (174–391) К. Установлено, что заряд электронных ловушек может существенно компенсировать влияние заряда захваченных дырок. Получено распределение плотности электронных ловушек по энергии активации.

### Введение

Электронные приборы, изготавляемые по технологии металлокисел-полупроводник (МОП), нашли широкое применение в аппаратуре космических аппаратов, где они в течение длительного периода времени (3–10 лет) подвергаются воздействию ионизирующих излучений космического пространства. Особенностью воздействия ионизирующего излучения в течение длительного периода времени является то, что в механизмах отказов МОП приборов существенную роль начинает играть отжиг радиационно накопленного заряда.

Экспериментально установлено, что в  $\text{SiO}_2$  электроны при наличии приложенного поля очень быстро (за наносекунды) удаляются из окисла, в то же время дырки диффундируют в окисле гораздо медленнее (за  $10^{-4}$ – $10^{-3}$  с), вследствие чего до 80 % дырок может захватываться глубокими дырочными ловушками вблизи границы раздела [1]. Отжиг захваченных дырок идет преимущественно за счет электронов, туннелирующих из кремниевой подложки. Современные представления о кинетике отжига основаны на концепции зарядовых ловушек в запрещенной зоне  $\text{SiO}_2$ , распределенных по энергиям активации [2].

Электронные ловушки считают ответственными за аномальный ход изотермических кривых отжига положительного заряда, который наблюдается при переключении электрического напряжения затвора с положительного на отрицательное. Предполагается, что источником электронных ловушек является трехвалентный атом Si, образующийся после захвата радиационной дырки кислородной вакансией, а сам эффект объясняется уменьшением заряда электронных ловушек за счет туннелирования электронов в кремниевую подложку [3–7]. Согласно модели, предложенной в работе [3], процесс отжига положительного заряда состоит из двух конкурирующих процессов — освобождения захваченных дырок и компенсации заряда дырок зарядом электронов, туннелирующих на электронные ловушки. Вопрос о компенсационной роли электронных ловушек в процессах отжига является дискуссионным.

В настоящей работе исследуется процесс термостимулированной релаксации объемного заряда в подзатворном окисле  $\text{SiO}_2$  МОП структур, облученных  $\gamma$ -квантами  $^{60}\text{Co}$  в диапазоне температур (174–391) К, с целью изучения свойств электронных ловушек и их роли в процессе отжига радиационно накопленного заряда.

### Описание эксперимента

Для проведения эксперимента использовались МОП конденсаторы на  $n$ -подложке и МОП транзисторы с каналом  $n$ -типа, изготовленные на одном кристалле тестового модуля интегральной схемы. В процессе эксперимента измеряли вольт-фарадные характеристики (ВФХ) МОП конденсаторов и вольт-амперные характеристики (ВАХ) МОП транзисторов. Емкость определяли по падению переменного напряжения с частотой 1 МГц на активном плече емкостно-омического делителя. Ток измеряли специальными логарифмическим усилителем и преобразователем ток-напряжение при напряжении на стоке 0,1 В. По величине емкости МОП конденсатора, соответствующей середине запрещенной зоны ( $C_{mg}$ ), определяли изменение напряжения середины зоны ( $\Delta V_{mg}$ ). По изменениям порогового напряжения и логарифмической подпороговой крутизны ВАХ МОП транзисторов вычисляли изменение составляющей порогового напряжения, связанной с зарядом в окисле ( $\Delta V_{tox}$ ).

Предварительно для каждого образца измеряли ВФХ и ВАХ в диапазоне температур (77–400) К. Образцы облучали  $\gamma$ -квантами  $^{60}\text{Co}$  при различных температурах в диапазоне (174–391) К. Для образцов, облученных при  $T < 300$  К, набранная доза была равна  $D = 6 \cdot 10^6$  рад (Si); для образцов, облученных при  $T > 300$  К, —  $D = 1.2 \cdot 10^7$  рад (Si). Сразу после воздействия ионизирующего излучения образцы, облученные при  $T < 300$  К, нагревали до  $T = 400$  К. Измерения проводили дистанционно как во время набора дозы, так и в процессе нагрева без снятия радиационной и температурной нагрузки. После облучения все образцы оставляли на хранение при комнатной температуре с закороченными выводами. Через 24 часа снова измеряли характеристики при  $T = 300$  К, а затем — в диапазоне от 77 до 400 К. Во время облучения и при всех операциях термоциклирования напряжение затвор–подложка оставалось неизменным и составляло +5 В.

## Экспериментальные результаты и их обсуждение

Температурные зависимости изменений напряжения середины зоны для МОП конденсаторов, облученных при  $T_{rad} = 174$  и  $391$  К, представлены на рис. 1. Кривая 1 иллюстрирует процесс термостимулированного отжига положительного заряда. Если процесс отжига являлся бы только следствием освобождения и выноса захваченных дырок, то можно было бы ожидать, что величина  $\Delta V_{mg}$  после облучения при повышенных температурах или после отжига не должна зависеть от температуры. Однако, как показывают полученные результаты (кривые 2, 3), в этом случае значение  $\Delta V_{mg}$  имеет ярко выраженную температурную зависимость. При понижении температуры  $\Delta V_{mg}$  смещается в сторону положительных напряжений, причем для образца, облученного при  $T = 391$  К, эффект накопления положительного заряда при  $T = 77$  К оказывается полностью скомпенсированным. Этот эффект не может быть связан с изменением пространственного распределения захваченных дырок, так как значения  $\Delta V_{mg}$ , измеренные при  $T = 300$  К до повторного термоциклирования, в точности совпадают с измеренными при той же температуре в последующих процессах нагревания–охлаждения.

Аналогичные температурные зависимости наблюдались для всех 7 образцов, облученных в температурном диапазоне (174–391) К. Полученные в ходе проведения эксперимента зависимости  $\Delta V_{tox}$  от температуры хорошо согласуются с изменениями  $\Delta V_{mg}$ . Величины  $\Delta V_{tox}$  во всех случаях были более отрицательными, чем соответствующие величины  $\Delta V_{mg}$ , но наибольшие расхождения не превышали 0.2 В, что считается удовлетворительным для данных экспериментальных методов.

Мы предполагаем, что данный температурный эффект связан с перезарядкой электронных ловушек в объеме подзатворного  $\text{SiO}_2$  вблизи границы с кремниевой подложкой. Заполнение ловушек происходит за счет туннелирования электронов из Si, а температурная зависимость обусловлена их освобождением в результате термостимулированного отжига. Поскольку, согласно [4,5] отжиг захваченных зарядов в подзатворном  $\text{SiO}_2$  подчиняется законам кинетики 1-го порядка с аррениусовой константой скорости реакции, решение кинетического уравнения для случая термостимулированного отжига можно записать в

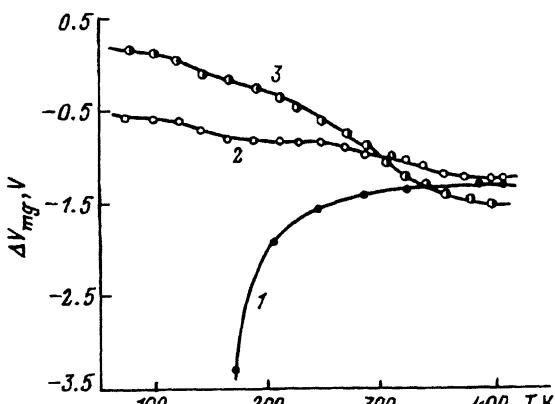


Рис. 1. Температурные зависимости приращения напряжения середины зоны  $\Delta V_{mg}$  для МОП конденсаторов, облученных  $\gamma$ -квантами  $^{60}\text{Co}$ : 1 — сразу после облучения, 2 — после термостимулированного отжига. Температура облучения  $T_{rad}$ , К: 1, 2 — 174, 3 — 391. Доза облучения  $D$ , рад (Si): 1, 2 —  $6 \cdot 10^6$ , 3 —  $1.2 \cdot 10^7$ .

виде

$$n(E, T) = n_0(E) \exp \left[ -v \int_{T_0}^T \frac{dt}{dT} \exp(-E/kT) \right] dT, \quad (1)$$

где  $n(E, T)$  — концентрация заполненных ловушек,  $n_0(E)$  — начальная концентрация заполненных ловушек,  $t$  — время,  $v$  — частотный фактор ( $10^{11} \text{ с}^{-1}$ ),  $E$  — энергия активации зарядовой ловушки.

Величина  $n(E, T)/n_0(E)$  близка к 0 при  $E \rightarrow 0$  и  $n(E, T)/n_0(E) \rightarrow 1$  при  $E \rightarrow \infty$ , причем для условий проведения эксперимента [ $dT/dt \approx 100 \text{ К/ч}$ ,  $T = (77-400)^\circ\text{K}$ ]  $n(E, T)$  изменяется более чем на 90 % вблизи некоторой энергии  $E_0$ . Таким образом, в первом приближении можно считать, что зарядовая ловушка будет свободна, если  $E < E_0$ , и заполнена, если  $E > E_0$ . Параметр  $E_0$  может быть определен численным решением уравнения

$$n(E, T)/n_0(E) = 0.5 \quad (2)$$

с использованием выражения (1). Предполагая, что в окисле облученной МОП структуры зарядовые ловушки имеют квазинепрерывный энергетический спектр, начальное распределение плотности заполненных зарядовых ловушек по энергиям активации может быть рассчитано по температурной зависимости  $\Delta V_{mg}$ .

На основе этих предположений по данным, представленным на рис. 1, было получено распределение плотности заполненных электронных ловушек по энергиям активации (рис. 2). Распределение имеет два пика в диапазонах (0.2–0.4) эВ и (0.7–0.9) эВ, причем энергия, соответствующая низкоэнергетическому максимуму, хорошо согласуется с данными работы [3]. Анализ, проведенный с помощью моделирования формы пиков гауссовским распределением, показал, что площади под каждым из них, соответствующие интегральным плотностям ловушечных центров, можно считать равными в пределах погрешности определения активационного спектра. Наличие двух пиков в активационном спектре с близкими интегральными плотностями совместно с представлениями об электронной ловушке как о трехвалентном атоме кремния с одним неспаренным электроном позволяет предположить амфотерный характер ловушечного центра.

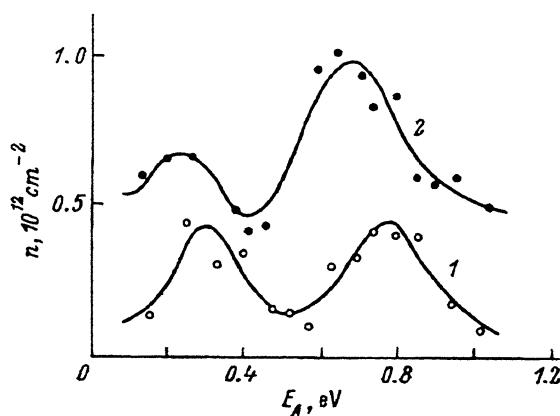


Рис. 2. Распределение плотности электронных ловушек  $n$  по энергиям активации  $E_A$  в МОП структурах, облученных  $\gamma$ -квантами  $^{60}\text{Co}$ ; доза облучения  $D$ , рад (Si): 1 —  $6 \cdot 10^6$ , 2 —  $1.2 \cdot 10^7$ .

Результаты, приведенные на рис. 2, вследствие недостаточной точности определения  $\Delta V_{mg}$  носят скорее качественный, чем количественный характер. В то же время следует подчеркнуть, что с помощью изложенной выше методики проведения эксперимента удается разделить эффекты отжига захваченных электронов и дырок, что в принципе позволяет проводить и количественные исследования свойств электронных ловушек. Улучшение точности может быть достигнуто с помощью применения прецизионных методов измерения емкости, напряжения, а также температуры подложки МОП структуры.

#### Список литературы

- [1] *Ionizing Radiation effects in MOS Devices and Circuits*, ed. by T.P.Ma, P.V.Dressendorfer (J. Welley and Sons, N.Y., 1989).
- [2] D.M. Fleetwood, M.R. Shaneyfelt, L.C. Riewe, P.S. Winokur, R.A. Reber. IEEE Trans. Nucl. Sci., NS-40, N 6 (1993).
- [3] A.J. Lelis, T.R Oldham, H.E. Boesch, F.B. McLean IEEE Trans. Nucl. Sci., NS-36, 1808 (1989).
- [4] V. Danchenko, P.H. Fang, S.S. Brashears. IEEE Trans. Nucl. Sci., NS-28, 4407 (1981).
- [5] I. Petr. Phys. St. Sol. (a), 93, 711 (1986).

Редактор Т.А. Полянская

A study of the kinetics of the tempering annealing of the charge in the gate SiO<sub>2</sub> of MOS-structures irradiated by  $\gamma$ -quants of Co<sup>60</sup>

Yu.V. Barinov, V.N. Bezborodov, V.V. Yemelyanov, V.S. Pershenkov

Moscow Institute for Engineering and Physics, 115409 Moscow

Properties of electron traps were investigated by the tempering annealing of the charge in the gate oxide of a MOS-structure irradiated by Co<sup>60</sup>. It was found that the trapped electron charge is able to significantly compensate the trapped-hole charge. The distribution of the electron traps density as a function of the activation energy was obtained.

---