

©1995 г.

ЗАВИСИМОСТЬ ПАРАМЕТРОВ ЦЕНТРОВ, ОБРАЗУЮЩИХ ГЛУБОКИЕ УРОВНИ ВО ФТОРИДЕ КАЛЬЦИЯ, ВЫРАЩЕННОМ НА КРЕМНИИ, ОТ РЕЖИМА МОЛЕКУЛЯРНО-ЛУЧЕВОЙ ЭПИТАКСИИ

Х.Альварес, Л.С.Берман, И.Н.Каримов

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе Российской академии наук,
194021, Санкт-Петербург, Россия
(Получена 20 июля 1994 г. Принята к печати 26 июля 1994 г.)

Фторид кальция CaF_2 выращивался на кремнии методом молекулярно-лучевой эпитаксии при различных температурах. Исследовано влияние условий выращивания на параметры центров, образующих глубокие уровни в CaF_2 и на границе раздела $n\text{-Si-CaF}_2$. При выращивании двух первых монослоев при 770°C в CaF_2 образуются центры с широким спектром постоянных времени перезарядки (до 10–20 ч), что является причиной гистерезиса вольт-фарадовых характеристик. В образцах, у которых последующие монослои выращены при 400°C , эти центры перезаряжаются только после выдержки при напряжении, соответствующем обогащению приповерхностного слоя, в течение 2 ч. Отсутствие первых двух монослоев, выращенных при 770°C , приводит почти к полному исчезновению гистерезиса вольт-фарадовых характеристик (при времени измерения порядка 100 с). Однако имеются центры, заполнение которых медленно (за десятки минут) изменяется при обогащении. При измерении вольт-фарадовых характеристик такие центры, образующие глубокие уровни, проявляются как фиксированный заряд.

Фториды щелочно-земельных элементов (CaF_2 , SrF_2 и BaF_2) являются перспективными диэлектриками для ряда полупроводниковых приборов [1]. Однако высокая концентрация центров, образующих глубокие уровни (ГУЦ) на границе раздела с полупроводником и в объеме диэлектрика, является причиной разброса и нестабильности параметров полупроводниковых приборов с пленкой из этих элементов. Пути уменьшения концентрации ГУЦ анализируются в ряде работ, в частности для структур $\text{Si-CaF}_2\text{-M}$ (где M — металл) — в работах [2–4]. Однако результаты этих работ и рекомендации по выбору оптимального режима выращивания CaF_2 существенно различаются. В работах [5,6] исследованы вольт-фарадные характеристики и релаксации емкости туннельно-тонких МДП структур типа $n\text{-Si-CaF}_2\text{-Au}$, выращенных молекулярно-лучевой эпитаксией (МЛЭ). В настоящей работе исследовано влияние режима молекулярно-лучевой эпитаксии при выращивании CaF_2 на кремнии на параметры ГУЦ в CaF_2 и на границе раздела $n\text{-Si-CaF}_2$.

Образцы

Для изготовления структур использовались пластины из кремния типа КЭФ-2 с ориентацией (111). Омический контакт к кремнию создавался диффузией фосфора на глубину порядка 1 мкм и последующим напылением Al. Перед выращиванием CaF_2 проводилась стандартная химическая обработка поверхности (см., например, [7]). Монокристаллические слои CaF_2 выращивались методом МЛЭ [7]. На CaF_2 наносилось золото путем напыления в вакууме через маску ($T < 100^\circ\text{C}$). Все пленки CaF_2 оказались туннельно-тонкими. Были изготовлены 2 группы образцов.

Группа 1. На поверхности кремния были выращены 2 монослоя CaF_2 при $T = 770^\circ\text{C}$, а последующие монослои — при температурах от 200 до 400°C . Толщина каждого монослоя 3.18 \AA .

Группа 2. Монослои CaF_2 выращивались при температурах 500 и 600°C .

В таблице приведены температуры выращивания CaF_2 , число монослоев, выращенных при данной температуре*, а также основные результаты измерений.

Методика измерений

Использовались методы вольт-фарадных характеристик (ВФХ) и изотермической релаксации емкости на частоте $f = 100 \text{ кГц}$. Измерительная установка описана в работе [8]. Измерения выполнялись при $T \approx 300 \text{ K}$. При измерении ВФХ скорость изменения напряжения $dV/dt = 32 \text{ мВ/с}$ (за исключением случаев, где указаны другие условия измерения). Измерения ВФХ выполнялись двумя способами: I — выдержка при $V = 0$ в течение $t = 24 \text{ ч}$, а затем переключение от нуля до напряжения, соответствующего обогащению приповерхностного слоя, и изменение напряжения от обогащения к обеднению приповерхностного слоя и обратно; II — после операции I проводилась выдержка при напряжении $V = 1.5 \text{ В}$, соответствующем обогащению, в течение $t = 2 \text{ ч}$, затем изменение напряжения от обогащения к обеднению и обратно.

При отсутствии петли гистерезиса на ВФХ зависимости потенциала поверхности ψ_s от напряжения V на структуре, а также зависимости плотности поверхностных состояний N_{ss} от потенциала ψ_s определяются для n -полупроводника при $\psi_s > \psi_s^{cr}$ методом низкочастотных (НЧ) ВФХ [9, 10], а при $\psi_s < \psi_s^{cr}$ — методом высокочастотных (ВЧ) ВФХ [10, 11], где ψ_s^{cr} — некоторый критический потенциал поверхности, определяемый из условия $2\pi f\tau_n = 1$, τ_n — время термоэмиссии электронов с поверхностных состояний.

Отсутствие петли гистерезиса ВФХ означает, что (при заданном значении dV/dt) заряд ГУЦ или успевает следовать за постоянным напряжением или, наоборот, сохраняет начальное заполнение. В последнем случае ГУЦ проявляются как фиксированный заряд. Для тех образцов, у которых отсутствует гистерезис ВФХ, мы использовали методы НЧ ВФХ и ВЧ ВФХ для определения зависимостей $\psi_s(V)$ и

* Для группы образцов 1 — после нанесения двух первых монослоев при 770°C .

Группа образцов	Подгруппа	$T, {}^{\circ}\text{C}$	n	$V_{FB}(\text{I} \leftarrow), V_{FB}(\text{I} \rightarrow)$	$V_{FB}(\text{II} \leftarrow), V_{FB}(\text{II} \rightarrow)$	$\Delta N_t(\text{I}), 10^{12} \text{ см}^{-2}$	$\Delta N_t(\text{II}), 10^{12} \text{ см}^{-2}$
1	1-1	200	13	0.55	0.45	0.75	0.10
	1-2	300	13	0.50	0.30	1.5	0.70
	1-3	400	12	0.80	80	< 0.4	-0.30
2	2-1	500	13	0.25	0.25	< 0.4	-0.15
	2-2	600	13	0.85	0.85	< 0.4	1.00

Примечание. T — температура выращивания CaF_2 , n — число монослоев, выращенных при этой температуре. Обозначения в скобках соответствуют способу измерения: $(\text{I} \leftarrow)$ — способ I, изменение напряжения от обогащения к обеднению; $(\text{I} \rightarrow)$ — способ I, обратный ход; $(\text{II} \leftarrow)$ — способ II, изменение напряжения от обогащения к обеднению; $(\text{II} \rightarrow)$ — способ II, обратный ход. V_{FB} — напряжение плоских зон; ΔV_{FB} — изменение напряжения плоских зон после измерения ВФХ, т.е. ширина петли гистерезиса ВФХ при $V_{FB} = 0$; $\Delta N_t = \epsilon \Delta V_{FB} / qd$ — изменение концентрации ГУП в CaF_2 после измерения ВФХ (пересчитанное к поверхности кремния), где ϵ — диэлектрическая проницаемость CaF_2 , d — толщина CaF_2 .

$N_{ss}(\psi_s)$, хотя при наличии ГУЦ в диэлектрике невозможно разграничить интервалы измерений высокочастотной и низкочастотной емкостей. В этом случае целесообразно ввести понятие эффективной плотности состояний ГУЦ $N_t^{\text{eff}} = dQ_i^{\text{eff}}/d\psi_s$ где Q_i^{eff} — эффективный заряд ГУЦ в диэлектрике и на поверхностных состояниях (см. формулу (6) из работы [6]), т.е. значение N_t^{eff} определяется той частью заряда Q_i^{eff} , которая успевает следовать за постоянной составляющей потенциала поверхности.

Результаты измерений и их обсуждение

Для всех образцов в стационарном состоянии (после выдержки в течение 24 ч при $V = 0$) имеет место обеднение носителями заряда (т.е. $\psi_s < 0$), что закономерно для барьера Шоттки $Au-n-Si$. Ни в одном из образцов не образуется инверсионного слоя.

Группа 1. Для образцов подгруппы 1-1 и 1-2 (см. таблицу) при измерении способом I имеет место гистерезис ВФХ, обусловленный

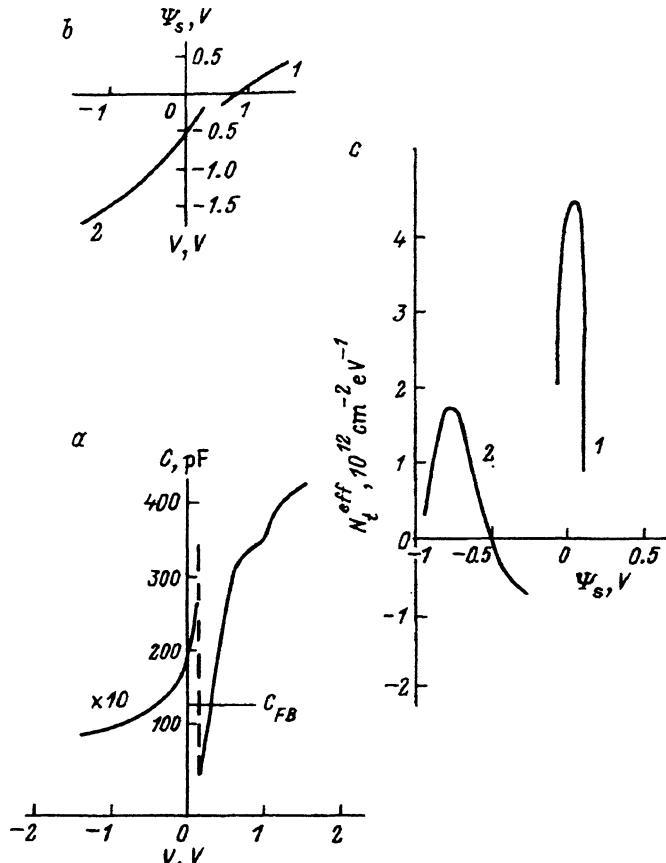


Рис. 1. Результаты измерений для образца подгруппы 1-3. а — вольт-фарадная характеристика (способ I), б — зависимость $\psi_s(V)$, в — зависимость $N_t^{\text{eff}}(\psi_s)$. Методы измерения: 1 — низкочастотной ВФХ, 2 — высокочастотной ВФХ.

инерционностью перезарядки ГУЦ в CaF_2 . После измерения ВФХ значение напряжения плоских зон V_{FB} сдвигается в сторону отрицательных напряжений, что обусловлено уходом электронов с ГУЦ. Для образцов подгруппы 1–3 петля гистерезиса отсутствует (рис. 1, а). Однако при увеличении dV/dt до 0.1 В/с (время измерения ≈ 30 с) на ВФХ появляется петля гистерезиса, а при дальнейшем увеличении dV/dt до 0.5 В/с и больше — снова исчезает. Следовательно, в диэлектрике имеются ГУЦ с постоянными временем перезарядки порядка 30 с, а при $dV/dt = 32$ мВ/с заряды этих ГУЦ успевают следовать за постоянным напряжением. Относительно быстрая перезарядка ГУЦ показывает, что они перезаряжаются в тонком (по сравнению с толщиной диэлектрика) слое диэлектрика вблизи границы раздела полупроводник–диэлектрик. На ВФХ всех образцов подгруппы 1–3 при $V \approx 0.9$ В имеется площадка, что указывает на высокую плотность поверхностных состояний в узком интервале энергий. На рис. 1, б приведена зависимость $\psi_s(V)$, а на рис. 1, с — зависимость $N_t^{\text{eff}}(\psi_s)$ для этого образца. «Площадка» на ВФХ соответствует максимуму N_t^{eff} при $\psi_s \approx 0$. Отрицательные значения N_t^{eff} при $-0.5 < \psi_s < -0.2$ В означают, что в этом интервале ψ_s увеличение изгиба зон приводит не к уходу электронов с ГУЦ, а к заполнению ГУЦ электронами. Физическая модель, объясняющая этот процесс, рассмотрена в работе [6]. Имеется также максимум N_t^{eff} при $\psi_s \approx -0.8$ В.

При измерении способом II во всех образцах группы 1 присутствует петля гистерезиса ВФХ, причем после измерения ВФХ в образцах подгрупп 1–1 и 1–2 имеет место сдвиг ВФХ в сторону отрицательных напряжений (уход электронов с ГУЦ), а в образцах подгруппы 1–3 — в сторону положительных напряжений (заполнение электронами ГУЦ) (см. также таблицу).

Для образцов группы 2 при измерении как способом I, так и способом II гистерезис почти отсутствует ($\Delta V_{FB} < 0.1$ В) (см. таблицу). На рис. 2 приведены ВФХ образца подгруппы 2–1, измеренные способами I и II соответственно. После выдержки при $V > 0$ значение V_{FB} смещается в сторону отрицательных напряжений, т.е. в CaF_2 увеличивается положительный заряд. На рис. 2, а приведена также ВФХ при 80 К. В области обеднения она смешена относительно ВФХ при 300 К на 0.9 В в сторону положительных значений напряжения, что соответствует концентрации «замороженных» ГУЦ, приведенной к поверхности кремния, $\Delta N_t = 7 \cdot 10^{12} \text{ см}^{-2}$. Конгруэнтность ВФХ при 300 и 80 К при обеднении указывает на малую концентрацию ГУЦ, перезаряжающихся при обеднении при 300 К. Кажущееся противоречие (малая концентрация ГУЦ, перезаряжающихся при 300 К, и высокая концентрация ГУЦ, замороженных при 80 К) объясняется тем, что при 300 К не перезаряжаются ГУЦ с уровнями ниже демаркационного уровня E^* [6]. Следовательно, отсутствие гистерезиса ВФХ не является критерием малой концентрации ГУЦ в диэлектрике, таким критерием может служить сдвиг ВФХ в широком интервале температур.

Зависимости C^{-2} от V (C — измеренная емкость) для того же образца при 300 и 80 К в области обеднения близки к прямым, и почти параллельны, поэтому определение концентрации фосфора в базе по их наклону дает близкие значения $N_P = (0.25 - 0.27) \cdot 10^{16} \text{ см}^{-3}$.

При измерении способом I при 300 К на ВФХ при $V \approx 1$ В имеется площадка, что указывает на высокую плотность состояний ГУЦ в

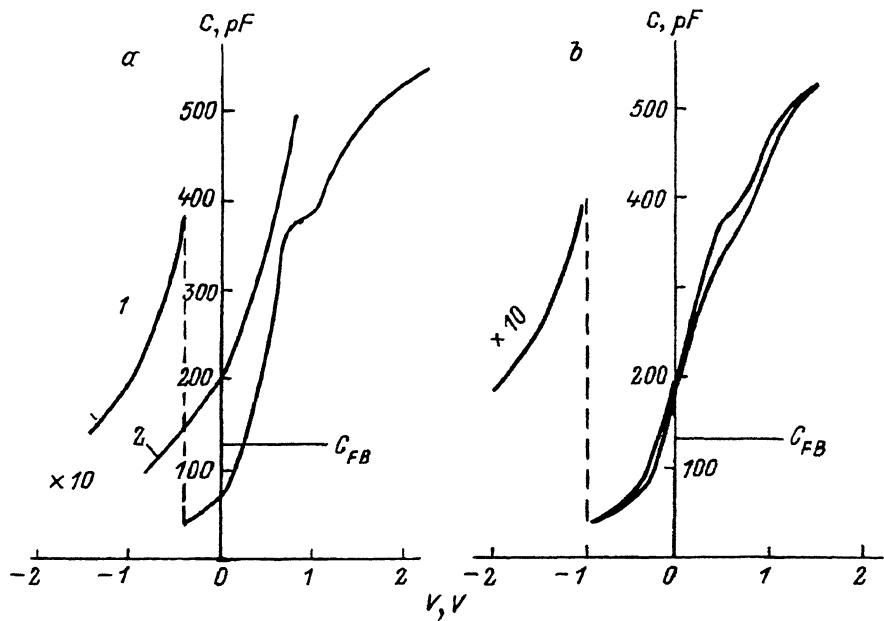


Рис. 2. Вольт-фарадные характеристики образца подгруппы 2-1. *a* — способ I, температура измерений T , К: 1 — 300, 2 — 80; *b* — способ II, T = 300 К.

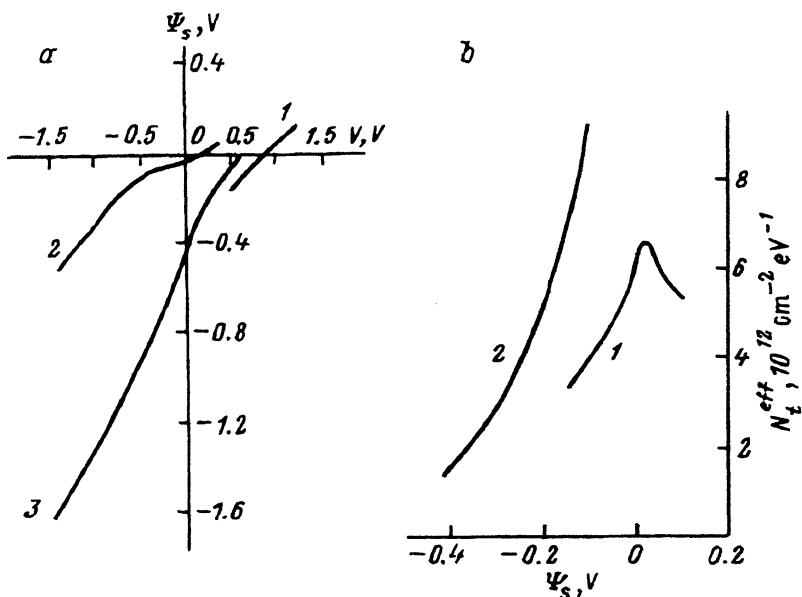


Рис. 3. Результаты измерений для образца подгруппы 2-1. *a* — зависимости $\psi_s(V)$, температура измерений T , К: 1, 2 — 300, 3 — 80; *b* — зависимости $N_i^{\text{eff}}(\psi_s)$, T = 300 К. Методы измерения: 1 — низкочастотной ВФХ; 2, 3 — высокочастотной ВФХ.

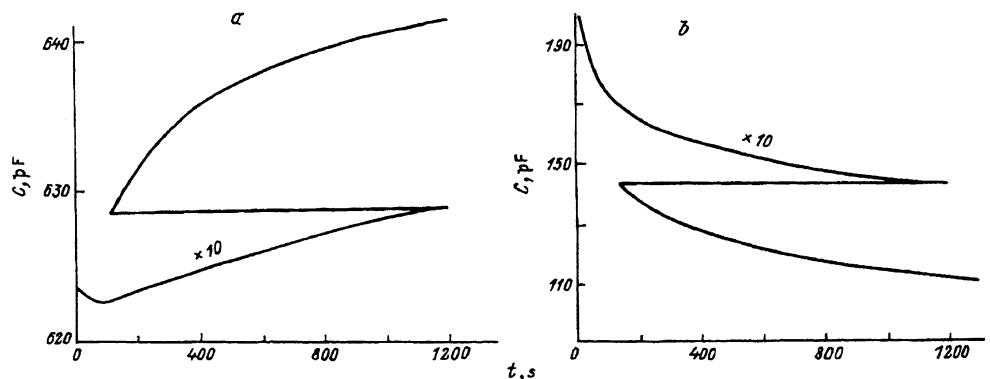


Рис. 4. Результаты измерений для образца подгруппы 2-1. Временная зависимость емкости: а — после переключений от 0 до 1.5 В (после выдержки при $V = 0$, 24 ч), б — после переключения от 1.5 В до 0 (после выдержки при $V = 1.5$ В, 2 ч).

узком интервале энергий. На рис. 3,а приведена зависимость $\psi_s(V)$, а на рис. 3,б — зависимость $N_t^{\text{eff}}(\psi_s)$ для этого образца. На рис. 3,а приведена также зависимость $\psi_s(V)$ при 80 К; в области обеднения она более резкая, чем при 300 К, так как при 80 К заряды большинства ГУЦ заморожены.

На рис. 4,а приведена зависимость $C(t)$ для образца подгруппы 2-1 при 300 К после переключения от 0 до 1.5 В (после выдержки в течение 24 ч при $V = 0$). Возрастание емкости показывает, что преобладает уход электронов из CaF_2 . Это возрастание приводит к сдвигу ВФХ в сторону отрицательных напряжений (ср. рис. 2,а и 2,б). На рис. 4,б приведена зависимость $C(t)$ для того же образца после переключения

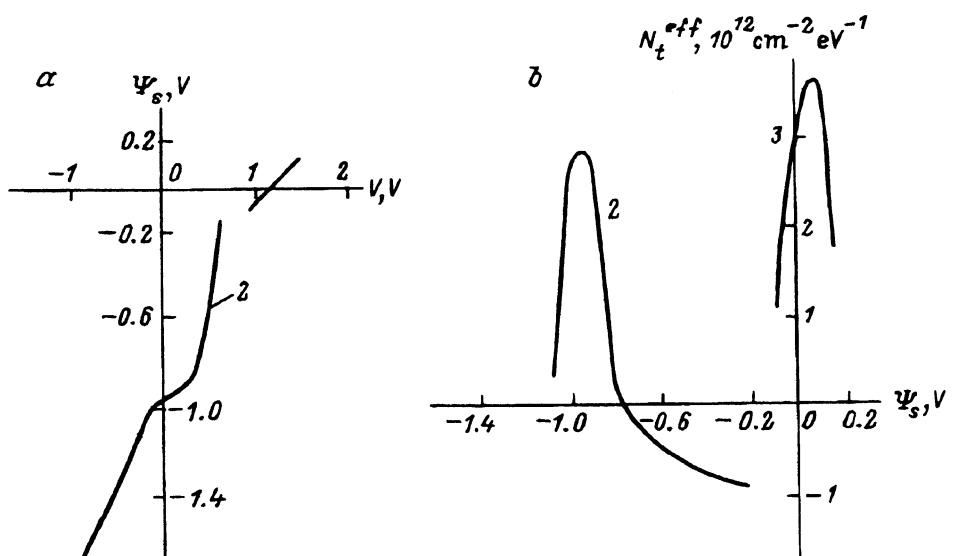


Рис. 5. Результаты измерений для образца подгруппы 2-2, $T = 300$ К. а — зависимости $\psi_s(V)$, б — зависимости $N_t^{\text{eff}}(\psi_s)$. Методы измерений: 1 — низкочастотной ВФХ, 2 — высокочастотной ВФХ.

от 1.5 В до 0 (после выдержки в течение 2 ч при $V = 1.5$ В). Уменьшение емкости показывает, что в CaF_2 преобладает захват электронов. Физическая модель, объясняющая эти процессы, дана в работе [6].

На рис. 5, а приведена зависимость $\psi_s(V)$, а на рис. 5, б — зависимость $N_t^{\text{eff}}(\psi_s)$ для образца подгруппы 2-2 (измерение по способу I). Имеются максимумы N_t^{eff} при $\psi_s \approx 0.1$ В и при $\psi_s \approx -0.9$ В, а также интервал отрицательных значений N_t^{eff} при $-0.2 \text{ В} > \psi_s > -0.7$ В.

Проведенные исследования позволяют сделать следующие выводы.

1. При выращивании первых двух монослоев при 770°C в CaF_2 образуются ГУЦ с широким спектром постоянных времени перезарядки (до 10–20 ч), что является причиной гистерезиса ВФХ. В образцах, у которых последующие слои выращены при 400°C , эти ГУЦ перезаряжаются только после выдержки при обогащении приповерхностного слоя.

2. Отсутствие первых монослоев, выращенных при 770°C , приводит к почти полному исчезновению гистерезиса ВФХ. Однако имеются также ГУЦ, заполнение которых медленно (за десятки минут) изменяется при обогащении. При измерении ВФХ эти ГУЦ проявляются как фиксированный заряд. Вопрос о физической природе ГУЦ в CaF_2 является задачей дальнейшего исследования.

Авторы выражают признательность Н.С. Соколову, А.Ф. Шулекину и М.И. Векслеру за обсуждение вопроса и полезные советы.

Список литературы

- [1] L.J. Showalter, R.W. Fathauer. J. Vac. Sci. Technol. A, **4**, 1026 (1986).
- [2] F. Radpour, R. Singh, W.L. Kirsa, P. Chou, M. Rahmati, C.F. Chen, J. Narayan. J. Vac. Sci. Technol. A, **6**, 1363 (1988).
- [3] R.W. Farhhauer, L.J. Showakter. J. Electron. Mater., **16**, 169 (1987).
- [4] C.C. Cho, T.S. Kim, B.E. Gnade, H.Y. Liu. Appl. Phys. Lett., **60**, 338 (1992).
- [5] Х. Альварес, Л.С. Берман, В.А. Борович, И.В. Грехов, И.Н. Каримов, Н.С. Соколов. ФТП, **28**, 346 (1994).
- [6] Х. Альварес, Л.С. Берман, И.Н. Каримов. ФТП, **28**, 1488 (1994).
- [7] С.В. Гастев, С.В. Новиков, Н.С. Соколов, Н.Л. Яковлев. Письма ЖЭТФ, **13**, 961 (1987).
- [8] Л.С. Берман, А.Д. Ременюк, М.Г. Толстобров. Препринт № 974, ФТИ АН СССР (Л., 1985).
- [9] C.N. Berglund. IEEE Trans. Electron. Dev., **ED-13**, 701 (1966).
- [10] E.N. Nicollian, J.K. Brews. *MOS (Metal-Oxide-Semiconductor). Physics and Technology* (1982).
- [11] A.P. Gorban, V.G. Litovchenko, P. Ch. Peikov. Phys. St. Sol. (a), **10**, 289 (1972).

Редактор Т.А. Полянская

The dependence of parameters of the deep-level centers in calcium fluoride on silicon on the regime of molecular-beam epitaxy

Kh. Alvares, L.S. Berman, I.N. Karimov

A.F. Ioffe Physicotechnical Institute, Russian Academy of Sciences, 194021 St. Petersburg,
Russia