### удк 621.315.592 Низкотемпературная релаксация твердого раствора железа в фосфиде галлия

© Е.С. Демидов, В.В. Карзанов, А.Б. Громогласова, О.Н. Морозкин

Нижегородский государственный университет им. Н.И. Лобачевского, 603600 Нижний Новгород, Россия

(Получена 3 августа 1998 г. Принята к печати 22 сентября 1998 г.)

Методами электонного парамагнитного резонанса и эффекта Холла изучались процессы низкотемпературной релаксации твердого раствора железа в фосфиде галлия, а также профили распределения парамагнитных центров железа в GaP: *А*-центра (g = 2.02) и *В*-центра (g = 2.133). Полученные данные согласуются с тем, что *А*-центры соответствуют атомам железа в положении замещения, т.е.  $\operatorname{Fe}_{s}^{3+}(\operatorname{Ga})(3d^{5})$ , в то время как *В*-центры — это межузельные нейтральные атомы железа, т.е.  $\operatorname{Fe}_{i}^{0}(3d^{8})$ . В процессе низкотемпературной релаксации твердого раствора GaP: Fe в интервале температур 293  $\div$  800 К *А*-центры устойчивы к отжигам, тогда как интенсивность спектра электронного парамагнитного резонанса от *B*-центра имеет сложную кинетику, которая качественно совпадает с кинетикой отжига парамагнитных центров  $\operatorname{Fe}_{i}^{0}$  в кремнии.

#### Введение

В последнее время интерес к примесям переходных *d*-, *f*-элементов в полупроводниках связан с уникальными возможностями использования многозарядных глубоких центров, образуемых такими примесями, в квантоворазмерных структурах наноэлектроники. При этом из-за малых расстояний диффузионного перемещения дефектов особенно актуальным становится вопрос о низкотемпературной релаксации твердых растворов (НРТР) переходных элементов, которая будет определять временную стабильность характеристик полупроводниковых устройств, эксплуатируемых при температурах вблизи комнатной. НРТР наиболее полно исследована для 3д-примесей группы железа в кремнии, преимущественно растворяющихся в Si, занимая положения внедрения Ме<sub>і</sub> с особенно высокой диффузионной подвижностью даже при комнатной температуре. Известно [1–4], что, например, для примеси хрома или железа после закалки образцов монокристаллов кремния от высоких температур диффузионного легирования оставшаяся после наиболее быстрого процесса объединения с вакансиями доля примеси участвует в комплексообразовании с мелкими акцепторами с постоянной времени  $\tau = \tau_0 \exp(Q/kT)$ , где  $au_0 \approx 10^{-9}$  с,  $Q \approx 0.85$  эВ. Выше первой точки перевала  $T_1 \approx 400 \, {
m K}$  происходит, напротив, диссоциация этих комплексов, а при температурах выше второй точки перевала  $T_2 \approx (450 \div 490)$  К превалирует распад твердого раствора 3*d*-примеси. Процессами как комплексообразования, так и распада твердого раствора в объеме кристалла можно управлять путем бомбардировки поверхности кремния ионами аргона с энергией ~40 кэВ [5-7] (эффект дальнодействия ионной имплантации).

В случае соединений  $A^{III}B^V$  еще с пионерских работ 60-х годов Людвига и Вудбери [1] было известно, что в таких кристаллах 3*d*-элементы занимают положение замещения компоненты A, т.е. Me<sub>s</sub>(A). Позднее для таких примесей была получена сравнительно большая энергия

а по

1

активации диффузии  $Q \approx 2 \div 3$  эВ [8]. Однако появились свидетельства того, что доля примеси, сравнимая с долей Me<sub>s</sub>(A), (на примере Mn в GaAs [9] и Fe в GaP [10,11]) может быть межузельной Me<sub>i</sub>. В связи с этим следует ожидать заметную HPTP для переходных элементов в A<sup>III</sup>B<sup>V</sup>. Это косвенно подтверждается наблюдением [4,12] аналогичного вышеупомянутому в Si:Fe и Si:Cr эффекта дальнодействия при облучении ионами аргона в компенсированных переходными 3*d*-элементами полуизолирующих образцах арсенида галлия и фосфида индия.

В настоящей работе впервые исследовалась НРТР в  $A^{III}B^V$  на примере кристаллов GaP: Fe с применением техники электронного парамагнитного резонанса (ЭПР). Такие кристаллы удобны тем, что при 77 К в них легко может наблюдаться ЭПР, где кроме спектра А с фактором g = 2.02, соответствующим ионам Fe<sup>3+</sup><sub>s</sub>(Ga) с конфигурацией  $3d^5({}^6S_{5/2})$ , наблюдается спектр *B* с g = 2.133 [13,14]. Последний, согласно выводам работы [10], где наблюдалось сверхтонкое расщепление линий В-спектра ЭПР, соответствует межузельным атомам  $Fe_i^0$  с конфигурацией  $3d^8({}^3S_1)$ , как и для аналогичных центров в кремнии. Дополнительное подтверждение указанной природы В-спектра получено в работе [11] исходя из значительно большей диффузионной длины В-центров по сравнению с А-центрами и из анализа баланса концентраций В-центров и электронов зоны проводимости, который не соответствовал предполагаемой в [3] природе этих дефектов как  $Fe_s^+(Ga)$  с конфигурацией  $3d^7({}^4S_{3/2})$ .

#### Эксперимент

Исследовались монокристаллы GaP толщиной 600 мкм с исходной концентрацией мелких доноров  $2 \cdot 10^{17}$  см<sup>-3</sup>. Диффузия железа проводилась в вакуумированных кварцевых ампулах. Вместе с кристаллами GaP помещалась навеска Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> как источник железа, навеска красного



**Рис. 1.** Распределение по глубине *A*- и *B*-центров железа в кристалле фосфида галлия. 1 - A-центры  $\operatorname{Fe}_{s}^{3+}(\operatorname{Ga})$ ; 2 - B-центры  $\operatorname{Fe}_{i}^{0}$ .

фосфора для стабилизации поверхности GaP и навеска металлического алюминия в качестве геттера неконтролируемых примесей [4]. Ампулы отжигались в течение 5 ч при 1250°С, затем вынимались из печи и быстро охлаждались на воздухе. НРТР изучалась при температурах 293 ÷ 800 К. Кристаллы выдерживались на воздухе при указанных температурах, затем на них производились измерения ЭПР, электропроводности и эффекта Холла на специальной установке с автоматическим поддержанием виртуального нуля, разработанной одним из соавторов [4].

#### Результаты и их обсуждение

На рис. 1 показано распределение по глубине *х* парамагнитных *А*- и *В*-центров в одном из кристаллов GaP. Как видно, замещающие галлий центры железа сосредоточены в приповерхностных слоях толщиной ~50 мкм с максимальной величиной концентрации (с учетом фона мелких доноров  $5 \cdot 10^{17}$  см<sup>-3</sup> в исходных кристаллах)  $N \simeq 1.5 \cdot 10^{18}$  см<sup>-3</sup>, что близко к максимальной растворимости железа в GaAs, GaP [8]. Спад концентрации *А*-центров характеризуется коэффициентом диффузии  $D \approx 2 \cdot 10^{-9}$  см<sup>2</sup>/с. Это значение находится в хорошем согласии с данными работы [15]:  $D = 2.5 \cdot 10^{-9}$  см<sup>2</sup>/с при 1250°C.

*В*-центры, согласно рис. 1, сосредоточены в слое толщиной 300 мкм в середине кристалла с концентрацией  $N \simeq 1.5 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-3}$ , если считать, что это спектр межузельных центров Fe<sup>0</sup><sub>i</sub> с заполнением *d*-оболочки 3*d*<sup>8</sup> и спином S = 1, или  $8 \cdot 10^{16} \text{ см}^{-3}$ , если приписывать спектр замещающим галлий ионам Fe<sup>+</sup><sub>s</sub>(Ga) с 3*d*<sup>7</sup>-оболочкой и спином S = 3/2. Однако, согласно представлениям классической диффузии в кристалле конечной толщины [16], при  $D = 2 \cdot 10^{-9}$  см<sup>2</sup>/с в середине кристалла концентрация замещающего галлий железа должна быть на 2 порядка меньше, чем показанная на рис. 1. Этот факт является дополнительным подтверждением принадлежности *B*-центров быстро диффундирующей межузельной компоненте железа Fe<sub>i</sub>. Обращает на себя внимание полученная в наших кристаллах высокая растворимость межузельного железа, которая на порядок превышает величину максимальной растворимости межузельного железа в кремнии ~10<sup>16</sup> см<sup>-3</sup> [2,4].

Электрические измерения показали, что после диффузии железа у поверхности кристаллов в пределах ~5 мкм образуется проводящий слой *n*-типа с уровнем Ферми приблизительно  $E_c - 0.15$  эВ. Далее до глубины залегания *В*-центров (~200 мкм) располагается очень высокоомная область полуизолирующего GaP с удельным сопротивлением свыше 10<sup>10</sup> Ом · см. В слое В-центров толщиной 300 мкм наблюдался электронный тип проводимости с уровнем Ферми E<sub>c</sub> – 0.34 эВ, если считать, что эффективная масса плотности состояний электронов зоны проводимости на 20% больше массы свободного электрона, как у тяжелых электронов в GaAs. Это означает, что предполагаемый по аналогии с Fe<sup>0</sup><sub>i</sub> в кремнии уровень аналогичного центра в фосфиде галлия располагается ниже, чем  $E_c - 0.34$  эВ. Положение уровня Ферми в этом слое скорее контролируется другими центрами, чем межузельным железом. Согласно закономерностям в уровнях перезарядки, выведенным в [17], следует ожидать первый донорный уровень Fe<sup>0</sup><sub>i</sub> около  $E_v + 1$  эВ, что почти на 1 эВ ниже уровня Ферми в *B*-слое. Этот уровень несколько выше первого акцепторного уровня 2+/3+ с энергией перезарядки  $E_v + 0.7$  эВ для  $Fe_s(Ga)$  в GaP [4,18]. По-видимому, на расстоянии от



**Рис. 2.** Температурная зависимость постоянной времени низкотемпературной релаксации твердого раствора *В*-центров железа в кристаллах фосфида галлия.

поверхности кристалла на рис. 1 между ~50 и ~200 мкм, где не проявляются *A*- и *B*-спектры, уровень Ферми располагается между  $E_v$ +0.7 эВ и  $E_v$ +1 эВ. Дальнейшие более детальные исследования электрических свойств кристаллов с неоднородным распределением железа, таким как на рис. 1, вероятно, позволят проверить это предположение.

Исследование НРТР в ЭПР измерениях показало, что в результате 12-летнего хранения при комнатной температуре у ряда кристаллов GaP: Fe интенсивность В-спектра уменьшилась на 10-50%. С ростом температуры интенсивность В-спектра уменьшается быстрее. При 723 К процесс замедляется, при 773 К происходило возрастание амплитуды В-спектра, а затем при более высоких температурах можно было снова наблюдать уменьшение интенсивности, как в области  $T < 723 \, {\rm K}$ . Амплитуда А-спектра практически не изменялась, что согласуется с ожидаемой термической устойчивостью состояния Fe<sup>3+</sup><sub>s</sub>(Ga). На рис. 2 показана температурная зависимость постоянной времени убыли числа Вцентров в приближении экспоненциального характера спада концентрации В-центров в низкотемпературной части процесса релаксации. Она описывается выражением  $\tau = \tau_0 \exp(Q/kT)$  с параметрами  $\tau_0 \approx 3 \cdot 10^{-2}$ с и энергией активации Q = 0.66 эВ.

Таким образом, получено еще одно подтверждение принадлежности *B*-спектра состоянию  $Fe_i^0$ . Растворимость  $Fe_i^0$  в GaP на порядок выше, чем в Si. Имеет место процесс комплексообразования  $Fe_i^0$  в GaP с неизвестными *X*-дефектами, аналогичный процессу в кремнии (Fe<sup>0</sup><sub>i</sub> + мелкий акцептор). Как и в кремнии [2,4], наблюдался обратный процесс диссоциации комплексов. Более высокая температура перевала может свидетельствовать о большей, чем в кремнии (0.65 эВ), энергии связи комплекса. Энергия активации диффузии 0.66 эВ из рис. 2 меньше, чем в кремнии (Q = 0.85 эВ), что свидетельствует о меньших потенциальных барьерах между соседними межузельными положениями. Более сильный сдвиг НРТР к более высоким температурам, связанный с малой величиной  $\tau_0$ , обусловлен не малой концентрацией X-партнеров (в Si концентрация партнеров для Fe<sup>0</sup><sub>i</sub> такого же порядка), а меньшими возможностями для перескоков в соседние междоузлия и, по большей части, меньшим колебательным решеточным вкладом в энтропийный множитель  $\tau_0$ .

Авторы признательны проф. С.И. Рембезе и его коллегам, плодотворное обсуждение с которыми физики 3*d*-центров стимулировало выполнение настоящей работы.

#### Список литературы

- [1] Дж. Людвиг, Г. Вудбери. Электронный спиновый резонанс в полупроводниках (М., Мир, 1964).
- [2] L.S. Kimmerling, J.L. Benton. Physica, **116B**, 297 (1983).
- [3] С.И. Рембеза. Парамагнитный резонанс в полупроводниках (М., Металлургия, 1988).
- [4] Е.С. Демидов. Автореф. докт. дис. (Н.Новгород, 1994).
- [5] П.В. Павлов, Е.С. Демидов, Г.В. Зорина. ФТП, 21, 984 (1987).
- [6] Е.С. Демидов, В.В. Карзанов, П.В. Павлов. ФТП, 23, 548 (1989).
- [7] В.В. Карзанов, П.В. Павлов, Е.С. Демидов. ФТП, 23, 2064 (1989).
- [8] Д.Т. Джафаров. В сб.: Физика и материаловедение полупроводников с глубокими уровнями (М., Металлургия, 1987) с. 95.
- [9] SJ.C.H.M. Gisbergen, A.A. Ezhevskii, N.T. Son, T. Gregokievich, C.A.J. Ammerlaan. Phys. Rev., 49, 10 999 (1993).
- [10] В.Ф. Мастеров, С.И. Марков, Л.П. Пасечник, В.К. Соболевский. ФТП, 17, 1130 (1983).
- [11] Е.С. Демидов, А.А. Ежевский. ФТП, 19, 1629 (1985).
- [12] П.В. Павлов, Е.С. Демидов, В.В. Карзанов. ФТП, 26, 1118 (1992).
- [13] K. Suto, J. Nishisava. J. Phys. Soc. Japan., 26, 1556 (1969).
- [14] K. Suto, J. Nishisava. J. Appl. Phys., 43, 2247 (1972).
- [15] Ф.С. Шишияну, В.Г. Георгиу. ФТП, 11, 2188 (1976).
- [16] Б.И. Болтакс. Диффузия в полупроводниках (М., ФМЛ, 1961).
- [17] Е.С. Демидов. ФТТ, 34, 37 (1992).
- [18] Э.М. Омельяновский, В.И. Фистуль. Примеси переходных металлов в полупроводниках (М., Металлургия, 1983).

Редактор Л.В. Шаронова

# The low-temperature relaxation of a solid solution of iron in gallium phosphide

E.S. Demidov, V.V. Karzanov, A.B. Gromoglasova, O.N. Morozkin

## Nizhnii Novgorod State University, 603600 Nizhnii Novgorod, Russia

**Abstract** The low temperature relaxation processes of the solid solution of iron in gallium phosphide and distribution profiles of paramagnetic iron centers (*A*-centre, g = 2.02 and *B*-centre, g = 2.133) were studied by the electron spin resonance and Hall effect methods. The data accords with the fact that *A*-centres correspond to atoms of iron in the substitution site  $Fe_s^{3+}(Ga)$  ( $3d^5$ ), while *B*-centres are the interstitial neutral atoms of iron,  $Fe_i^0$  ( $3d^8$ ). At the low temperatures 293 ÷ 800 K *A*-centres are steady to annealings, whereas the *B*-centres electron spin resonance spectrum intensity has complex kinetics, which is qualitatively similar to the annealing kinetics of the centres  $Fe_i^0$  in silicon.

E-mail: ett@phys.unn.runnet.ru (Demidov)