Равновесие собственных точечных дефектов в диоксиде олова

© К.П. Богданов, Д.Ц. Димитров, О.Ф. Луцкая, Ю.М. Таиров

Санкт-Петербургский государственный электротехнический университет, 197376 Санкт-Петербург, Россия

(Получена 14 апреля 1998 г. Принята к печати 20 апреля 1998 г.)

Разработана модель электрически активных и нейтральных собственных точечных дефектов в SnO₂. Термодинамический анализ равновесия собственных точечных дефектов позволил построить диаграмму состояния диоксида олова $P_{O_2} - T - x$. Разрешено противоречие между монополярной проводимостью *n*-типа и двухсторонней областью гомогенности фазы SnO₂.

Диоксид олова является широкозонным полупроводником, свойства которого резко зависят от давления кислорода в процессе получения [1]. Нелегированный SnO₂ обладает только электронным типом проводимости [1,2]. Однако термогравиметрические исследования отклонения состава фазы от стехиометрического в зависимости от температуры и давления кислорода показывают, что SnO₂ имеет двухсторонную область гомогенности [3]. Разрешить это противоречие можно только с помощью термодинамического анализа равновесия электрически активных и нейтральных собственных точечных дефектов в SnO₂.

Несмотря на широкое применение этого материала, результаты исследования его свойств также носят противоречивый характер. Это относится как к диаграмме состояния в системе Sn-O₂ [4,5], так и к литературным данным по энергетическому спектру уровней в запрещенной зоне. В работах [6-8] с помощью различных методов исследования были найдены донорные уровни с энергиями активации в пределах от 0.2 до 1.9 эВ, физическая природа которых надежно не идентифицирована. Попытки объяснить *п*-тип проводимости в SnO₂ из результатов измерения электропроводности в зависимости от давления кислорода при разных температурах представлены в работе [9]. Авторы предполагают, что проводимость в интервале температур 830÷1226 К обусловлена однократно и двухкратно заряженными вакансиями кислорода. В работе [8] делается вывод, что основные типы дефектов в диоксиде олова межузельные ионы металла и комплексные анионные вакансии.

Однако полной и непротиворечивой модели собственных дефектов в SnO₂, учитывающей все особенности этого материала, в литературе нам встретить не удалось. Причиной этого, по нашему мнению, является отсутствие термодинамического анализа равновесия электрически активных и нейтральных собственных дефектов в SnO₂ в широком диапазоне температур и давлений кислорода. Именно такому анализу посвящена настоящая работа, целью которой является создание модели собственных точечных дефектов в диоксиде олова, опирающейся как на электрофизические свойства данного материала, так и на результаты термогравиметрических исследований области гомогенности SnO₂. В основу выбора модели точечных дефектов в SnO₂ положены результаты термогравиметрического анализа [3] и данные об энергетических уровнях в запрещенной зоне из работы [6]. В качестве основного типа дефектов выбраны дефекты по Шоттки, дефекты по Френкелю в подрешетке олова, а также появление вакансий Sn при обработке в кислороде диоксида олова стехиометрического состава. За *n*-тип проводимости в SnO₂ отвечают межузельное Sn и вакансии в подрешетке кислорода, за *p*-тип проводимости — вакансии в подрешетке Sn. Процессы образования и ионизации этих дефектов, а также константы равновесия реакций представлены в виде уравнений

$$0 \rightarrow e^{-} + h^{+} + \Delta E_{i}, \quad K_{i} = n p, \quad \Delta E_{i} = 3.5 \, \mathfrak{sB}; \quad (1)$$

$$0 \rightarrow V_{\mathrm{Sn}} + 2V_{\mathrm{O}} + \Delta H_{S},$$

$$K_{S} = [V_{\mathrm{Sn}}][V_{\mathrm{O}}]^{2}, \quad \Delta H_{S} = 10 \, \mathfrak{sB}; \quad (2)$$

$$\mathrm{Sn}_{\mathrm{Sn}} + V_{i} \rightarrow \mathrm{Sn}_{i} + V_{\mathrm{Sn}} + \Delta H_{F},$$

$$K_F = [V_{\mathrm{Sn}}][\mathrm{Sn}_i], \quad \Delta H_F = 6.5 \, \mathrm{\mathfrak{sB}}; \tag{3}$$

$$O_2 \to V_{Sn} + 2O_O + \Delta H_{O_2V},$$

 $K_{O_2V} = [V_{Sn}]/P_{O_2}, \ \Delta H_{O_2V} = 1 \Im B;$ (4)

$$V_{\rm O} \to V_{\rm O}^+ + e^- + E_{\rm O}, \quad K_{\rm O} = \frac{[V_{\rm O}^+]n}{[V_{\rm O}]}, \quad E_{\rm O} = 0.75 \,\text{sB}; \ (5)$$

$$V_{\rm O}^+ \to V_{\rm O}^{2+} + e^- + E_{\rm O_2}, \ K_{\rm O_2} = \frac{[V_{\rm O}^{2+}]n}{[V_{\rm O}^+]}, \ E_{\rm O_2} = 1.4 \, \Im B; \ (6)$$

$$\mathrm{Sn}_i \to \mathrm{Sn}_i^+ + e^- + E_{\mathrm{Sn}_i}, \ K_{\mathrm{Sn}_i} = \frac{[\mathrm{Sn}_i^+]n}{[\mathrm{Sn}_i]}, \ E_{\mathrm{Sn}_i} = 1.8 \, \mathrm{sB}; \ (7)$$

$$V_{\rm Sn} \to V_{\rm Sn}^- + h^+ + E_{\rm Sn}, \quad K_{\rm Sn} = \frac{[V_{\rm Sn}^-]p}{[V_{\rm Sn}]}, \quad E_{\rm Sn} = 2.1 \,\text{sB.}$$
(8)

Температурная зависимость энергии образования дефектов учитывалась по аналогии с температурной зависимостью ширины запрещенной зоны. Для примера приведены энергетические характеристики процессов для T = 1223 К. Энергии образования дефектов по Шоттки и Френкелю были рассчитаны кристаллохимическим методом [2]. Данные по энергиям ионизации дефектов в уравнениях (5)–(8) взяты из работ [6,8]. Предэкспоненциальный множитель в температурной зависимости констант

равновесия реакций (1), (5)–(8) (энтропийный член) рассчитывался методом статистической физики [10]. Энтропия и энтальпия процесса (4) были рассчитаны нами из результатов термогравиметрических исследований [3].

Кроме приведенных выше уравнений (1)–(8) мы учитывали также уравнения электронейтральности и материального баланса:

$$n + [V_{\rm Sn}^-] = p + [V_{\rm O}^+] + 2[V_{\rm O}^{2+}] + [{\rm Sn}_i^+], \qquad (9)$$

$$\Delta = [V_{\rm O}] + [V_{\rm O}^+] + [V_{\rm O}^{2+}] - 2\{[V_{\rm Sn}] + [V_{\rm Sn}^-] - [{\rm Sn}_i] - [{\rm Sn}_i^+]\}.$$
(10)

Решение системы уравнений (1)–(10) осуществлялось по методу Броуэра (Brower), смысл которого состоит в аппроксимации уравнения электронейтральности (9) для различных областей давления кислорода с учетом наибольших слагаемых. Мы рассматривали следующие области приближения уравнения электронейтральности для ионного полупроводника:

$$I - n = [Sn_i^+], \quad II - n[V_O^+], \quad III - n = 2[V_O^{2+}]$$
$$IV - [V_{Sn}^-] = 2[V_O^{2+}], \qquad V - [V_{Sn}^-] = p.$$

Для указанных областей рассчитаны концентрации точечных дефектов и носителей заряда в зависимости от давления кислорода для $T = 800 \div 1700$ К. В качестве примера результаты расчета для T = 1223 К представлены на рис. 1, где стрелки с обозначением *HB* указывают границы области гомогенности (ГОГ) фазы SnO₂.



Рис. 1. Диаграмма равновесия собственных точечных дефектов в SnO₂ при T = 1223 K; [A], p, n — концентрации дефектов A и носителей заряда. Кривые соответствуют концентрациям: $I - [V_{Sn}], 2 - [V_O^{2+}], 3 - p, 4 - [V_{Sn}], 5 - [V_O^+], 6 - n, 7 - [V_O], 8 - [Sn_i^+], 9 - [Sn_i]. Стрелками с обозначением$ *HB*указаны границы области гомогенности.

Физика и техника полупроводников, 1998, том 32, № 10



Рис. 2. Диаграмма состояния диоксида олова $P_{O_2} - T - x$. Штриховые линии — изоконцентраты состава при отклонениях δ в атомных долях: $I = 10^{-6.75}$, $2 = 10^{-6}$, $3 = 10^{-4.5}$, $4 = 10^{-3}$. Экспериментальные точки (треугольники) представляют данные из работы [3].

Из рис. 1 видно, что преобладающим типом дефектов в пределах области гомогенности SnO_2 при реальных давлениях кислорода являются дважды ионизованные вакансии кислорода V_0^{2+} (см. кривую 2).

По результатам термодинамического анализа зависимости концентрации точечных дефектов [А] и носителей заряда [p, n] от парциального давления кислорода P_{Ω_2} и температуры Т нами построена диаграмма состояния диоксида олова $P_{O_2} - T - x$, представленная на рис. 2. При построении линии трехфазного равновесия учитывалась проекция диаграммы состояния T-x в системе Sn-O₂ из работы [4]. На этой диаграмме левее фазы SnO₂ не обнаружено устойчивой фазы SnO, а в равновесии сосуществуют SnO₂ (твердый) и Sn (жидкий, твердый). Правой границе области гомогенности SnO₂ отвечает равновесие SnO₂-O₂. Таким образом, правую ГОГ мы получаем из давления кислорода над диоксидом олова, насыщенным кислородом. Левая граница области гомогенности — давление пара олова над чистым оловом в зависимости от температуры, пересчитанное в давление кислорода через константу диссоциации SnO₂.

На диаграмме (рис. 2) представлена зависимость давления кислорода $P_{O_2}^{\delta=0}$ от температуры T над фазой диоксида олова стехиометрического состава (линия $\delta = 0$), а также зависимость $P_{O_2}^{\text{inv}}(T)$ — линия n = p. Эти линии построены по результатам термодинамического анализа равновесия собственных точечных дефектов и носителей заряда в широком диапазоне давлений кислорода и температур. Из диаграммы $P_{O_2} - T - x$ видно, что значения $P_{O_2}^{\text{inv}}$ и $P_{O_2}^{\delta=0}$ не совпадают. Это связано с тем, что в зависимость $P_{O_2}^{\delta=0}(T)$ вносят вклад все виды дефектов, в том числе и электронейтральные, в то

время как в зависимость $P_{O_2}^{inv}(T)$ основной вклад вносят электрически активные дефекты. Следует отметить, что линия n = p расположена в области IV, соответствующей равенству $[V_{Sn}^{-}] = 2[V_{O}^{2+}]$, и получена из условия n = p, в то время как линия $\delta = 0$ лежит в другой области приближений уравнения электронейтральности (III), а именно в области $n = 2[V_O^{2+}]$. Таким образом, стехиометрический состав фазы ${
m SnO}_2$ ($\delta = 0$) не совпадает с составом, соответствующим инверсии типа проводимости в SnO₂. Линия границы области гомогенности со стороны кислорода оказалась между линиями $\delta = 0$ и *n* = *p*. Тогда в пределах области гомогенности в исследуемом диапазоне температур фаза SnO_2 имеет *n*-тип проводимости, но может иметь избыточное содержание кислорода по отношению к стехиометрическому составу (SnO_{2+x}) . При этом избыточный кислород находится в электронейтральном состоянии. Таким может быть либо межузельный кислород, либо вакансия в подрешетке Sn, которая создает глубокий акцепторный уровень.

На диаграмме $P_{O_2} - T - x$ нанесены также рассчитанные нами линии равного отклонения состава фазы (δ) от стехиометрического состава в атомных долях (изоконцентраты состава 1-4). Изменение наклона изоконцентрата состава в области высоких температур находится в соответствии с данными [3]. Для сравнения здесь же нанесены результаты термогравиметрических исследований из работы [3] для состава $\delta = 0$ в виде точек. Следует особо отметить, что по данным [3] избыток кислорода в фазе SnO_2 возможен только при температуре T < 1423 К. При более высоких температурах в фазе SnO₂ возможен только избыток металла. Этот результат соответствует построенной нами температурной зависимости давления кислорода над фазой SnO2 стехиометрического состава. Удовлетворительное совпадение данных из работы [3] с нашими результатами, а также монополярная проводимость SnO₂ в пределах области гомогенности фазы свидетельствуют о правомочности разработанной нами модели электрически активных и нейтральных собственных точечных дефектов в SnO₂.

Список литературы

- В.М. Вайнштейн, В.И. Фистуль. Итоги науки и техн. Сер.: Электроника и ее применения, № 4, 108 (1973).
- [2] П. Кофстад. Отклонения от стехиометрии, диффузия и электроводность в простых окислах металлов (М., Мир, 1975). [Пер. с англ.: Р. Kofstad. Nonstoichiometry, diffusion and electrical conductivity in binary metal oxides (Wiley-Interscience, N.Y., 1972)].
- [3] H. Koinuma, J. Shimoyama, J. Mizusaki, M. Kawasaki, K. Fueki. *Extended Abstracts 18th Int. Conf. on Solid State Devices and Materials* (Tokyo, Japan, 1986) p. 763.
- [4] Ю.В. Левинский. Р-Т-х-диаграммы состояния двойных металлических систем (М., Металлургия, 1990).
- [5] И.С. Куликов. *Термодинамика оксидов* (М., Металлургия, 1986).
- [6] J.E. Houston, E.E. Kohnke. J. Appl. Phys., 36, 3931 (1965).
- [7] Д.Е. Дышель. Неорг. матер., 32, 59 (1996).

- [8] В.О. Швалев, В.Г. Теплов. Поверхность. Физика, химия, механика, № 1, 98 (1991).
- [9] J. Rudolph. Techn. Wis. Abhandl. Osram., 2, 86 (1963).
- [10] Ф. Крегер. Химия несовершенных кристаллов (М., ИЛ, 1969). [Пер. с англ.: F.A. Kroger. The chemistry of imperfect crystals (North-Holland, Amsterdam, 1964)].

Редактор Т.А. Полянская

Equilibrium of native point defects in tin dioxide

K.P. Bogdanov, D.Tz. Dimitrov, O.F. Lutskaya, Yu.M. Tairov

Saint-Petersburg State Electrotechnical University, 197376 St. Petersburg, Russia

Abstract A model of electric-active and electric-neutral native point defects in SnO₂ was developed. The thermodynamic analysis of equilibrium of native point defects was premised to form $P_{O_2} - T - x$ state diagram of Tin Dioxide. The contradiction between *n*-type unipolar conductivity and double-side homogeneous area of SnO₂ phase was solved.