## Валентная нестабильность урана в $U(AI_{1-x}Ge_x)_3$

© А.В. Тюнис, В.А. Шабуров, Ю.П. Смирнов, А.Е. Совестнов

Петербургский институт ядерной физики им. Б.П. Константинова Российской академии наук, 188350 Гатчина, Ленинградская обл., Россия

### (Поступила в Редакцию 13 февраля 1997 г.)

Методом смещений рентгеновских линий исследована электронная структура U и Ge в твердых растворах  $U(Al_{1-x}Ge_x)_3$ . Показано, что во всей области составов ( $0 \le x \le 1$ ) уран имеет смешанную валентность  $U^{3+}[Rn](5f^3)-U^{4+}[Rn](5f^2)$ , причем при переходе от UAl<sub>3</sub> (x = 0) к UGe<sub>3</sub> (x = 1) заселенность 5f-оболочки урана увеличивается на  $\sim 0.28$  5f-электрона/атом U. Электронная структура Ge во всей области составов  $0 < x \le 1$  близка к электронной структуре в металлическом Ge. В пределах экспериментальных ошибок ( $\sim 0.1$  4p-электрона/атом Ge) не обнаружено изменения заселенности 4p-оболочки Ge при изменении состава от x = 0.2 до 1. Установлено, что делокализация 5f-электрона U происходит за счет перехода его в *s*- либо *d*-зону самого урана.

Известно, что размерный фактор, т.е. расстояние между ближайшими атомами урана ru-u, во многом определяет как макроскопические, так и микроскопические свойства интерметаллических соединений на его осно-В соединениях, у которых  $r_{\text{U-U}}$  < 3.4 Å, ве [1,2]. 5f-электрон урана делокализован, т.е. имеет коллективизированную (зонную) природу. Считается, что механизмами такой делокализации являются либо непосредственное перекрытие 5*f*-волновых функций ближайших соседей (образование *f*-зоны), либо *f*-*d*-гибридизация. Такие соединения, как правило, не обнаруживают магнитного упорядочения, являясь парамагнетиками с независящей от температуры магнитной восприимчивостью, и обладают достаточно высоким (в несколько раз большим, чем у обычных переходных металлов) коэффициентом электронной теплоемкости, что объясняется высокой плотностью состояний на уровне Ферми.

Более сложная и богатая с точки зрения разнообразия физических свойств картина (различные магнитные структуры [3], тяжелофермионные системы [4], системы с промежуточной валентностью [5,6] и др.) наблюдается для соединений, у которых  $r_{U-U} > 3.4$  Å. В таких соединениях расстояние U-U превышает так называемый предел Хилла (3.4 Å), перекрытие 5*f*-волновых функций соседних атомов становится пренебрежимо малым, и в принципе 5*f*-электрон должен приобретать локализованный характер. Вместе с тем имеется ряд экспериментальных результатов, указывающих на делокализованный характер 5f-электрона урана во многих соединениях, в которых  $r_{\rm U-U}$  > 3.4 Å. Известен один из механизмов такой делокализации — образование состояния промежуточной валентности (ПВ) (как в случае 4f-электрона редких земель).<sup>1</sup> Состояние ПВ урана обнаружено, например, в UCu<sub>5</sub> [5,9] и USn<sub>3</sub> [6,10].

Имеются и другие точки зрения на проблему делокализации 5*f*-электронов в соединениях актинидов. Так, например, считают, что одним из возможных механизмов делокализации 5f-электрона может являться гибридизация 5f-электрона с валентными электронами лигандов. В [11] обсуждается механизм такой гибридизации на примере интерметаллических соединений UX<sub>3</sub>, которые в большинстве своем имеют кристаллическую структуру типа AuCu<sub>3</sub>. В частности, в [11] предполагается наличие эффекта гибридизации 5f-электронов U с p-электронами Ge в UGe<sub>3</sub>.

Для выяснения роли 4*p*-электронов Ge в механизме делокализации 5*f*-электронов U в настоящей работе методом смещений рентгеновских линий исследована электронная структура урана и германия в твердых растворах U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub> (0  $\leq x \leq$  1) (перекрывание волновых функций 3*p*-электронов Al и 4*p*-электронов Ge с волновой функцией 5*f*-электрона U существенно различны).

#### 1. Эксперимент

Образцы твердых растворов  $U(Al_{1-x}Ge_x)_3$  приготовлялись в дуговой печи в атмосфере аргона. Качество образцов проверялось рентгеноструктурным анализом на дифрактометре ДРОН-2М. Проведенный рентгеноструктурный анализ показал, что образцы всех составов имели кристаллическую структуру типа AuCu<sub>3</sub>, а содержание посторонних фаз в них не превышало 5%. Параметры решетки *а* для UAl<sub>3</sub> и UGe<sub>3</sub> соответвовали приведенным в литературе [12]. Зависимость параметра решетки U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub> от состава *x* приведена на рис. 1 (кривая I).

Измерения смещений рентгеновских  $L_{\alpha_1}$ - и  $L_{\beta_2}$ -линий урана и  $K_{\alpha_1}$ -линии германия проводились на фокусирующем спектрометре по Кошуа, параметры которого описаны в работе [13]. Методика измерений подробно описана в [14].

Измерены смещения рентгеновских  $L_{\alpha_1}$ - и  $L_{\beta_2}$ -линий урана (репер UAl<sub>3</sub>) в зависимости от состава (x). Экспериментальные величины смещений приведены в таблице. Там же приведены отношения  $\varkappa = \Delta E_{L_{\beta_2}} / \Delta E_{L_{\alpha_1}}$ .

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Проблема ПВ для 4f-элементов изучена достаточно подробно как в экспериментальном, так и в теоретическом плане (см., например, обзоры [7,8]).



**Рис. 1.** Зависимость параметра кристаллической решетки от состава в U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub>. I — экспериментальные данные (кривая I), 2 — теоретическая зависимость, получаемая последовательной равномерной по образцу заменой атомов Al атомами Ge в предположении неизменности металлических радиусов Al, Ge и U (прямая II), 3 — то же с учетом изменения размеров атомов U в результате  $5f \leftrightarrow (6d, 7s)$ -переходов; для UAl<sub>3</sub> и UGe<sub>3</sub> показаны диапазоны изменения параметров решетки, обусловленные суммарными (систематическими и статистическими) ошибками в определении абсолютной заселенности 5f-оболочки U, 4 — расчетная зависимость (3), вписанная в экспериментальную методом наименьших квадратов.

Измерения смещений  $K_{\alpha_1}$ -линии Ge проведены для двух пар: Ge(мет)–UGe<sub>3</sub> и UGe<sub>3</sub>–UAl<sub>2.4</sub>Ge<sub>0.6</sub>. Экспериментальные значения смещений составили  $\Delta E_{K_{\alpha_1}}$ (Ge(мет)–UGe<sub>3</sub>) =  $-34 \pm 5$  meV,  $\Delta E_{K_{\alpha_1}}$ (UGe<sub>3</sub>– UAl<sub>2.4</sub>Ge<sub>0.6</sub>) =  $-17 \pm 7$  meV.

Для определения абсолютной заселенности 5*f*-оболочки U были измерены также смещения рентгеновской  $L_{\alpha_1}$ -линии урана в UAl<sub>3</sub> и UGe<sub>3</sub> относительно UF<sub>3</sub>. Экспериментальные значения смещений составили  $\Delta E_{L_{\alpha_1}}$  (UF<sub>3</sub>-UAl<sub>3</sub>) = 195±10 meV,  $\Delta E_{L_{\alpha_1}}$  (UF<sub>3</sub>-UGe<sub>3</sub>) = 78±6 meV.

Экспериментальные смещения рентгеновских  $L_{\alpha_1}$ - и  $L_{\beta_2}$ -линий урана в (UAl<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub> относительно UAl<sub>3</sub> и отношение  $\varkappa = \Delta E_{L_{\beta_2}} / \Delta E_{L_{\alpha_1}}$  в зависимости от состава (x)

×
35
26
18

# 2. Экспериментальные результаты и их обсуждение

Абсолютные значения заселенности 5f-оболочки урана в UAl<sub>3</sub> и UGe<sub>3</sub> определялись, как и в [15], из соотношения

$$n_{5f} = 2 + \frac{\Delta E_{L_{\alpha_1}} \left( \text{UBe}_{13} - \text{UAl}_3(\text{UGe}_3) \right)}{\Delta E_{L_{\alpha_1}}^{\text{calc}} \left( \text{U}^{4+}(5f^2) - \text{U}^{3+}(5f^3) \right)}, \qquad (1)$$

где  $\Delta E_{L_{\alpha_1}}^{\text{calc}} (\mathrm{U}^{4+}(5f^2) - \mathrm{U}^{3+}(5f^3))$  — смещение  $L_{\alpha_1}$ -линии урана при полном удалении 5*f*-электрона, вычисленное методом Дирака-Фока и равное -335 meV [16]. Здесь предполагается, что в UBe<sub>13</sub> электронная структура урана  $\mathrm{U}^{4+}(5f^2) + (sd)^4$  [17,18], а небольшой вклад в смещение от валентных *s*- и *d*-электронов ( $\sim 10\%$  от эффекта, связанного с изменением заселенности 5*f*-оболочки) не учитывается. Разности  $\Delta E_{L_{\alpha_1}}$  (UBe<sub>13</sub>-UAl<sub>3</sub>(UGe<sub>3</sub>)) получены из измеренного нами ранее [2] смещения этой линии в UBe<sub>13</sub> относительно того же репера UF<sub>3</sub>:  $\Delta E_{L_{\alpha_1}}$  (UBe<sub>13</sub>-UF<sub>3</sub>) =  $-251 \pm 7$  meV.

Полученная из формулы (1) заселенность 5*f*-оболочки урана составила  $2.17 \pm 0.04 \pm 0.1$  5*f*-электрона/атом U в UAl<sub>3</sub> и  $2.52 \pm 0.03 \pm 0.1$  5*f*-электрона/атом U в UGe<sub>3</sub>. Здесь первые ошибки — статистические, а вторые — ситематические, связанные с невозможностью точного учета вклада в смещение от валентных *s*- и *d*-электронов.

Разность в заселенности 5*f*-оболочки U в  $U(Al_{1-x}Ge_x)_3$  и UAl<sub>3</sub> определялась непосредственно из полученных смещений  $L_{\alpha_1}$ -линии урана в  $U(Al_{1-x}Ge_x)_3$  относительно UAl<sub>3</sub> (см. таблицу) с использованием простого соотношения

$$\Delta n_{5f} = \frac{\Delta E_{L_{\alpha_1}} \left( \text{UAl}_3 - (\text{UAl}_{1-x} \text{UGe}_x)_3 \right)}{\Delta E_{L_{\alpha_1}}^{\text{calc}} \left( \text{U}^{4+} (5f^2) - \text{U}^{3+} (5f^3) \right)}.$$
 (2)

Полученная из соотношения (2) зависимость заселенности 5*f*-оболочки урана от состава приведена на рис. 2. Она "привязана" к абсолютной шкале заселенности 5*f*-оболочки урана по определенной нами заселенности в UAl<sub>3</sub> (т.е.  $n_{5f}(x) = 2.17 + \Delta n_{5f}$ ).

Из рис. 2 видно, что во всей области составов уран имеет нецелочисленное заполнение 5*f*-оболочки, другими словами, находится в смешанном валентном состоянии U<sup>3+</sup>[Rn](5*f*<sup>3</sup>)–U<sup>4+</sup>[Rn](5*f*<sup>2</sup>). Определить конечное состояние 5*f*-электрона можно из отношения  $\varkappa = \Delta E_{L_{\beta_2}}/\Delta E_{L_{\alpha_1}}$ . Экспериментальные значения  $\varkappa$  в нашем случае находятся в диапазоне 1.2–1.5. Такие значения  $\varkappa$  характерны при 5*f*  $\longleftrightarrow$  (6*d*, 7*s*)-переходах [10]. Переход 5*f*-электрона на 4*p*-уровень германия эквивалентен переходу 5*f*  $\rightarrow \infty$ . Для таких переходов  $\varkappa = 0.70 \pm 0.05$  [19]. Таким образом, из наших данных следует, что с ростом концентрации Al (уменьшением *x*) происходит переход 5*f*-электрона в (6*d*, 7*s*)-зону урана.

Этот вывод подтверждается и анализом зависимости параметра решетки от состава. В модели несжимаемых соприкасающихся шаров последовательные замещения атомов A1 на атомы Ge, которые имеют



**Рис. 2.** Зависимость заселенности 5*f*-оболочки урана  $(n_{5f})$  от состава в U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub> по данным смещений  $L_{\alpha_1}$ -линии U. Показаны экспериментальные ошибки изменения заселенности 5*f*-оболочки U. Для абсолютных значений заселенности необходимо учитывать систематические ошибки.

меньший металлический радиус ( $r_{Al} = 0.1432 \text{ nm}$  и  $R_{Ge} = 0.1369 \text{ nm}$  [20]), без изменения валентности U, а следовательно, и его размеров ( $r_U = 0.156 \text{ nm}$  [20])<sup>2</sup> приводит к линейному уменьшению постоянной решетки U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub> с ростом x (прямая II, отмеченная треугольниками на рис. 1).

Учтем, что радиус атомов урана зависит от заселенности его 5f-оболочки. Изменение радиуса атома урана при  $5f \longrightarrow 6d$ -переходах можно оценить по соотношению

$$r_{\mathrm{U}}(x) = r_{\mathrm{U}} \Big[ 1 + 2 \big( \overline{r_{7s}}(\mathrm{U}^{3+}) - \overline{r_{7s}}(\mathrm{U}^{4+}) \big) / \big( \overline{r_{7s}}(\mathrm{U}^{3+}) + \overline{r_{7s}}(\mathrm{U}^{4+}) \big) \Delta q(x) \Big], \tag{3}$$

где  $\overline{r_{7s}}(U^{3+})$  и  $\overline{r_{7s}}(U^{4+})$  — средние радиусы 7*s*-оболочки урана для конфигураций U[Rn](5 $f^3$ ,  $6d^1$ ,  $7s^2$ ) и U[Rn](5 $f^2$ ,  $6d^2$ ,  $7s^2$ ) соответственно,  $\Delta q(x) = n_{5f} - 2$  — отличие заселенности 5*f*-оболочки от двух.

Результаты расчетов параметров решетки в модели соприкасающихся шаров с учетом изменения размеров атома урана по соотношению (3) и с использованием определенной нами заселенности 5f-оболочки урана (рис. 2) показаны на рис. 1 кружками. Из рис. 1 видно, что рассчитанная таким образом зависимость a(x) в основном повторяет экспериментальную, но кривая смещена в сторону меньших a. На рис. 1 точками 4 изображена та же расчетная зависимость, вписанная в экспериментальную методом наименьших квадратов. При этом кривая сместилась вверх, однако величина этого смещения не превышает диапазона изменения расчетных параметров решетки, обусловленного систематическими ошибками в определении абсолютной заселенности 5f-оболочки U. Этот диапазон показан на рис. 1 для UGe<sub>3</sub> и UAl<sub>3</sub>. Если обратить задачу, т. е., используя соотношение (3), определить заселенности 5*f*-оболочки урана по экспериментальным значениям параметров кристаллической решетки U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub>, то они составят для UAl<sub>3</sub> и UGe<sub>3</sub> соответственно 2.26 и 2.54 5*f*-электрона/атом U, т. е. полученные величины в пределах статистической и систематической ошибок совпадают с величинами, определенными нами из смещений рентгеновских линий  $(2.17 \pm 0.04 \pm 0.1 \text{ и } 2.52 \pm 0.03 \pm 0.1).$ 

Поскольку в кристаллических структурах UAl<sub>3</sub> и UGe<sub>3</sub> все атомы урана расположены в эквивалентных позициях, можно утверждать, что за счет  $5f \rightarrow (6d, 7s)$ -перехода в U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub> реализуется состояние ПВ. Косвенным подтверждением такого вывода является и то, что как UAl<sub>3</sub>, так и UGe<sub>3</sub> имеют достаточно высокие коэффициенты электронной удельной теплоемкости (~ 50 mJ/mol · K<sup>2</sup>) [11], что характерно для веществ в состоянии ПВ.

Из наших данных следует, что электронная структура Ge в  $U(Al_{1-x}Ge_x)_3$  близка к электронной структуре металлического германия  $(\Delta E_{K_{\alpha_1}}(\text{Ge}(\text{мет})-\text{UGe}_3) = -34 \pm 5 \text{ meV}),^3$  а изменение заселенности 4*p*-оболочки Ge во всей области составов не превышает ~ 0.1 4*p*-электрона/атом Ge  $(\Delta E_{K_{\alpha_1}}(\text{UGe}_3-\text{UAl}_{2.4}\text{Ge}_{0.6}) = -17 \pm 7 \text{ meV}).$ 

Отметим еще одну обнаруженную нами особенность электронной структуры урана в U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub>. В районе  $x \approx 0.3$  (рис. 2) наблюдается заметный скачок в заселенности 5*f*-оболочки урана. Как правило, такие скачки могут приводить к аномалиям таких макроскопических свойств системы, как сопротивление, магнитная восприимчивость, теплоемкость и др. Насколько известно авторам, макроскопические свойства твердых растворов U(Al<sub>1-x</sub>Ge<sub>x</sub>)<sub>3</sub> до сих пор не изучались.

Авторы благодарят О.И. Сумбаева за обсуждения и полезные замечания, Б.В. Григорьева и Е.Г. Андреева за помощь в проведении эксперимента, П.Л. Соколову за оформление работы.

Работа выполнена в рамках проекта № 96-02-17811, поддержанного Российским фондом фундаментальных исследований.

#### Список литературы

- [1] H.H. Hill. Nucl. Met. 17, 1, 2 (1970).
- [2] А.В. Тюнис, В.А. Шабуров, Ю.П. Смирнов, А.Е. Совестнов. ФТТ 37, 8, 2512 (1995).
- [3] К.Г. Гуртовой, Р.З. Левитин. УФН 153, 2, 193 (1987).
- [4] G.R. Stewart. Rev. Mod. Phys. 56, 6, 755 (1984).
- [5] H.J. van Daal, K.H.J. Buschow, P.B. van Aken, M.H. van Maaren. Phys. Rev. Lett. 34, 23, 1457 (1975).

 $<sup>^2</sup>$ Такая величина металлического радиуса урана получена для электронной структуры U $^{4+}[{\rm Rn}](5f^2,7s^2,6d^2).$ 

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup> Смещение  $K_{\alpha_1}$ -линии Ge при удалении одного 4*p*-электрона составляет ~ 150–200 meV по разным моделям расчета и согласуется с нашими данными (с учетом ионности Ge в GeO<sub>2</sub>  $i \sim 0.4$ ) по смещению  $K_{\alpha_1}$ -линии Ge для пары GeO<sub>2</sub>-Ge<sub>M</sub> ( $\Delta E_{K_{\alpha_1}}$  (GeO<sub>2</sub>-Ge<sub>M</sub>) = 257 ± 5 meV).

- [6] L.W. Zhou, C.L. Lin, J.E. Crow, S. Bloom, R.P. Guertin, S. Foner. Phys. Rev. B34, 1, 483 (1986).
- [7] Д.И. Хомский. УФН. 124, 23, 281 (1979).
- [8] J.M. Robinson. Phys. Rep. 51, 1 (1979).
- [9] А.В. Тюнис, Г.И. Терехов, В.А. Шабуров. ФТТ 23, 7, 2175 (1981).
- [10] А.В. Тюнис, В.А. Шабуров, Ю.П. Смирнов, А.Е. Совестнов. ФТТ 37, 8, 2512 (1995).
- [11] D.D. Koelling, B.D. Dunlap, G.W. Crabtree. Phys. Rev. B31, 8, 4966 (1985).
- [12] Crystallographic Data on Metal and Alloy Structures. Dover Publ. Inc, N.Y. (1963). 263 p.
- [13] А.В. Тюнис, В.М. Самсонов, О.И. Сумбаев. Препринт ЛИЯФ-151, Л. (1975). 16 с.
- [14] О.И. Сумбаев. УФН. 124, 2, 281 (1978).
- [15] А.В. Тюнис, В.А. Шабуров, Ю.П. Смирнов, А.Е. Совестнов,
  В. Суски, Л. Фольчик. ФТТ 38, 6, 1653 (1996).
- [16] И.М. Банд, В.И. Фомичев. Препринт ЛИЯФ-498. Л. (1979).
  27 с.
  - selectlanguageenglish
- [17] W.G. Clark, W.H. Wong, W.A. Hines, M.D. Lan, D.E. MacLaughlin, Z. Fisk, J.L. Smith, H.R. Ott. J. Appl. Phys. 63, 8, 3890 (1988).
- [18] А.В. Тюнис, В.А. Шабуров, Ю.П. Смирнов, А.Е. Совестнов. ФТТ 38, 5, 1598 (1996).
- [19] А.В. Тюнис, Ю.П. Смирнов, А.Е. Совестнов, В.А. Шабуров, И.М. Банд, М.Б. Тржасковская. ФТТ **36**, *9*, 2729 (1994).
- [20] У. Пирсон. Кристаллохимия и физика металлов и сплавов. Мир., М. (1977). Ч. 1. 419 с.