stable regions is build.

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Пат. США. -Заявл. 01.11.82, № 438224.
- 2. Пат. Япония. -Заявл. 21.12.81, № 56-207661.
- 3. Заявка 646083, Япония, МКИ. С09К 5/06. -Опубл. 10.01.89.
- 4. Заявка № 59-213789, Япония. -Заявл. 19.05.83.
- 5. Пат. 4603003, США. -Опубл. 29.07.86.
- 6. *Kimura Hiroshi* // Ind. and Eng. Chem. Fundam. -1980. -19, № 3. -P. 251—253.
- 7. Пат. США 4508632. -Заявл. 15.06.83, № 504601.
- 8. Александров В.Д., Соболь О.В., Савенков М.В. //

Донбасская национальная академия строительства и архитектуры, Макеевка

Фізика і хімія тв. тіла. -2007. -№ 4. -С. 1—5.

- 9. Александров В.Д., Соболь О.В., Постніков В.А. // Там же. -2008. -№ 6. -С. 1—5.
- Киргинцев А.Н., Трушникова Л.Н., Лаврентьева В.Г. // Растворимость неорганических веществ в воде. Справочник. -Л.: Химия, 1972.
- Александров В.Д., Соболев О.Ю., Фролова С.А. та ін. // Вісн. Донбас. націон. академії буд-ва і архітектури. -2009. -Вип. 1 (75). -С. 100—103
- 12. Александров В.Д., Соболь О.В. //VI конф. по росту кристаллов. -М., 2010. -С. 132.
- 13. Коулсон Ч. // Валентность. -М.: Мир, 1965.

Поступила 25.05.2011

УДК 536.7

В.Г.Кудин, Н.Г.Кобылинская, М.А.Шевченко, В.С.Судавцова ФИЗИКО-ХИМИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА СПЛАВОВ ДВОЙНЫХ СИСТЕМ У—В (Al, Ga, In)

Методом калориметрии при 1775 ± 5 К определены энтальпии смешения жидких сплавов двойных систем Y—Al(Ga), прогнозированы аналогичные данные для Y—B(In, Tl) из энтальпий образования промежуточных фаз и диаграмм состояния этих систем. Термодинамические свойства жидких сплавов двойных систем Y–Al(Ga) рассчитаны в полном концентрационном интервале с использованием модели идеального ассоциированного раствора (ИАР). Показано, что термодинамические активности компонентов расплавов двойных систем Y—Al(Ga) проявляют отрицательные отклонения от идеального поведения, а энтальпии смешения указывают на значительные экзотермические эффекты. Минимумы энтальпии смешения двойных систем Y—Al(Ga) составляют –40.8 ± 2.2 и –70.0 ± 3.2 кДж/моль.

ВВЕДЕНИЕ. Поскольку иттрий имеет сильное сродство к кислороду, сере, углероду и другим элементам, его можно применять как раскислитель, десульфуратор и т.п. Но из-за высокой агрессивности и химической активности его чаще всего используют в виде лигатур. Состав лигатур научно обоснованно находят с помощью диаграмм состояния иттрийсодержащих систем и их физико-химических свойств, среди которых важнейшими являются термодинамические.

Цель данной работы — определение термохимических свойств жидких сплавов двойных систем Y—Al(Ga) и прогнозирование аналогичных данных для Y—B(In,Tl) по энтальпиям образования промежуточных фаз и диаграммам состояния систем, а также расчет термодинамических свойств по модели идеальных ассоциированных растворов (ИАР). ЭКСПЕРИМЕНТ И ОБСУЖДЕНИЕ РЕЗУЛЬ-ТАТОВ. Исследования проводили методом высокотемпературной изопериболической калориметрии при температуре 1775 \pm 5 К в концентрационном интервале 0< $x_{\rm Y}$ <0.6. Используемые материалы: алюминий марки АВОО, дистиллят иттрия ИтМД-2 (99.999 %) и галлий марки Гл 000 (99.99 %); эталонное вещество — вольфрам класса А2 (99.96 %). Исследование выполняли в атмосфере аргона высокой чистоты. Методика проведения экспериментов и обработки результатов подробно описаны в работах [1, 2]. Погрешность в определении парциальных энтальпий смешения компонентов ($\Delta \overline{H}_i$) составляла \pm 10 %, интегральных (ΔH) — \pm 1 %.

Вначале подробно опишем данные, полученные при исследовании жидких сплавов двойной системы Y—Al. Наиболее современная оптими-

[©] В.Г.Кудин, Н.Г.Кобылинская, М.А.Шевченко, В.С.Судавцова, 2012

зированная диаграмма состояния с представлением экспериментальных данных о фазовых равновесиях этой системы приведена в работе [3]. Показано, что алюминий с иттрием образует пять стехиометрических соединений: YAl₃, YAl₂, YAl, Y₃Al₂, Y₂Al, причем интерметаллиды YAl₂ и Y₃Al₂ плавятся конгруэнтно при температурах 1764 и 1377 К соответственно.

Таблица 1

Парциальные энтальпии смешения иттрия при бесконечном разведении в расплавах системы Al—Y (кДж/моль)

$-\Delta \overline{H}_{Y}^{\infty}$	Т, К	Литера- тура	$-\Delta \overline{H}_{Y}^{\infty}$	Т, К	Литера- тура
160.2 158.0 169.5	1873 1100 1000	[4] [5] [6]	153.7 182.9 168.0	1213 1123 1775	[7] [8] Наши данные

Термодинамические свойства расплавов системы Al—Y исследованы методом калориметрии при 1873 К в широком концентрационном интервале [4]. Парциальные энтальпии смешения иттрия в жидком алюминии при бесконечном разведении (ΔH_{Y}^{∞}) определены авторами работ [5—8] также методом калориметрии при различных температурах (табл. 1). Это свидетельствует о незначительной температурной зависимости энергии связи между Al и Y в расплавах этой системы.

По приведенным в таблице первым парциальным энтальпиям иттрия видно, что они согласуются в пределах ошибки калориметрического эксперимента (но с данными работы [8] — несколько хуже), хотя и получены при различных температурах.

Полученные нами парциальные энтальпии смешения иттрия в расплавах системы Al—Y в интервале концентраций $0 < x_{\rm Y} < 0.6$ при 1775 ± 5 К представлены на рис. 1. Видно, что образование расплавов иттрия с алюминием сопровождается значительным выделением теплоты, которое существенно уменьшается с ростом концентрации иттрия в жидком сплаве. При $x_{\rm Y} > 0.62 \Delta \overline{H}_{\rm Y} \rightarrow 0$, поэтому можно экстраполировать $\Delta \overline{H}_{\rm Y}$ на всю область концентраций и аппроксимировать их функцией вида:

$$\Delta \overline{H}_{\rm Y} = -167.7 + 56.1 x_{\rm Y} + 1611.7 x_{\rm Y}^2 -$$

$$-3398.6x_{Y}^{3} + 2574.7x_{Y}^{4} - 676.5x_{Y}^{5}$$

На рис. 2 приведены наши и литературные первые парциальные энтальпии смешения Y; интегральные и парциальные энтальпии смешения, рассчитанные из полученных нами парциальных энтальпий смешения Y; энтальпии образования твердых соединений Al₂Y и Al₂Y₃.

Интегральная энтальпия смешения расплавов Al—Y, по нашим данным, может быть описа-



Рис. 1. Парциальные энтальпии смешения Y $(\Delta \overline{H}_{Y})$ в расплавах системы Al—Y при 1775 ± 5 K: *I* — экспериментальные данные; 2 — аппроксимирующая кривая.



Рис. 2. Энтальпии образования жидких сплавов и интерметаллидов в системе Al—Y: *I* — наши данные (1775 ± 5 K); 2 — $\Delta \overline{H}_{Y}$ (рассчитанная из диаграммы состояния); 3 — $\Delta_{f}H(YAl_{2}, Y_{3}Al_{2})$ [9]; 4 — данные [4]: 5–8 — $\Delta \overline{H}_{X}^{\infty}$ (данные [5]—[8] соответственно).

ISSN 0041-6045. УКР. ХИМ. ЖУРН. 2012. Т. 78, № 2

на следующей функцией:

$$\Delta H = -167.7x_{\rm Y} + 28.0x_{\rm Y}^2 + 546.6x_{\rm Y}^3 - 576.4x_{\rm Y}^4 + 169.1x_{\rm Y}^5.$$

Как видно из рис. 2, согласно нашим данным, интегральная энтальпия смешения расплавов системы Al—Y имеет минимум –41 кДж/моль при $x_{\rm Y}$ = =0.4, то есть он смещен в сторону наиболее тугоплавкого соединения YAl₂. Однако энтальпии образования соединений YAl₂ и Y₃Al₂ существенно больше по абсолютному значению (–50 и –40 кДж/моль соответственно), что можно объяснить значительной диссоциацией этих соединений при температуре опыта. Очевидно, что результаты работы [4], полученные

при 1873 К, являются более экзотермичными, чем полученные нами. Для объяснения этих расхождений мы сопоставили интегральные энтальпии смешения, разности молярных объемов и энтальпий атомизации компонентов расплавов систем Al— IIIb—металл (табл. 2). Очевидно, что ΔH расплавов, разности молярных объемов и энтальпий атомизации компонентов двойных систем Al— Y(La,Sc,Ce) подобны. Это подтверждает достоверность установленных нами энтальпий смешения расплавов Al—Y, которые, в отличие от приведенных в работе [4], менее экзотермичны.

С целью дополнительного анализа термохимических свойств расплавов Al—Y и сравнения их со свойствами расплавов Al—Sc(La,Ce) мы использовали полуэмпирическую модель Миедемы, приведенную и подробно проанализированную в работе [10]:

$$\Delta_m H = \frac{2f(x)(x_1V_1^{\frac{1}{3}} + x_2V_2^{\frac{1}{3}})}{n_1^{-\frac{1}{3}} + n_2^{-\frac{1}{3}}} \cdot P\left\{-(k_1 - k_2)^2 + Q(n_1^{\frac{1}{3}} - n_2^{\frac{1}{3}})^2 - \alpha R\right\},$$

где функция f(x) для жидких сплавов имеет вид: $f(x) = x_1^S x_2^S, x_i^S = x_i V_i^{2/3} / (x_1 V_1^{2/3} + x_2 V_2^{2/3})$ — поверхностная мольная концентрация компонента *i*. Вкладом *R* учитываются эффекты гибридизации *p*- и *d*-электронов, коэффициент α =0.73 (для расплавов). Параметр *P* принимался равным 12.3, коэффициент *Q* — 9.4. Для расчетов были использованы параметры теплот образования рас-

Таблица 2

Первые парциальные РЗМ и минимумы интегральных энтальпий смешения, разности молярных объемов и энтальпий атомизации компонентов расплавов систем Al—Y(La,Sc,Ce), D_fH соединений YAl₂ (La,Sc,Ce) ([9])

Сис- тема	$\Delta \overline{H}_{Y}^{\infty}$	<i>−∆Н_{тіп}</i> кДж/моль	$\Delta_f H(\text{Al}_2\text{M})$	∆ <i>V</i> , см ³ /моль	Δ(ΔH _{ат}), кДж/моль
Al—Sc	107.1	30.5	48.0	4.84	52
Al—Y	160.2 (165*)	50.5 (41*)	50.4	9.80	99
Al—La	135.5	43.0	49.0	12.55	105
Al—Ce	218.5	40.5		10.7	97

• Наши данные.



Рис. 3. Интегральные энтальпии смешения расплавов Al - Y(Sc, La, Ce), рассчитанные по методу Миедемы: I - Al - Y; 2 - Al - Sc; 3 - Al - La(Ce); 4 - Al - Y, данные [4]; 5 - Al - Y, наши данные.

плавов, полученные методом Миедемы и приведенные в работе [10]. Полученные интегральные энтальпии смешения этих расплавов представлены на рис. 3.

Рассчитанные по методу Миедемы интегральные энтальпии смешения расплавов Al—Y имеют минимум (-36 кДж/моль) при $x_{\rm Y}$ =0.44, Al—Sc — -35.5 кДж/моль при $x_{\rm Sc}$ =0.47, a Al—La и Al—Ce — -35.8 кДж/моль при $x_{\rm Sc}$ =0.43. Видно, что предсказанные ΔH для этих систем очень близки. Известно, что метод Миедемы дает невысокую точность результатов (± 20 %), но, тем не менее, он подтверждает скорее наши результаты, чем данные работы [4].

В настоящее время для расплавов системы

Неорганическая и физическая химия

-					-				
Al, % мол.	a _{Al}		a _Y		$-\Delta G$		$-\Delta G^{^{_{\scriptstyle\!\!H}\!3}ar{\mathrm{D}}}$		
						Дж/	моль		$-\Delta \overline{H}_{Al},$ $\pi \pi/MO \Pi b$
	1233 K	1333 K	1233 K	1333 K	1233 K	1333 K	1233 K	1333 K	
94.70	0.4732	0.5684	$0.8 \cdot 10^{-14}$	$0.8 \cdot 10^{-14}$	23682	21830	22810	19530	25046
78.59	0.0357	0.0735	0.00034	0.00045	44397	41058	39055	35300	98422
68.09	0.0144	0.0294	0.0058	0.0075	46781	43924	40069	36968	97982
59.66	0.0037	0.0049	0.2762	0.2867	39566	40760	32644	32277	38182
46.01	0.0040	0.0048	0.2688	0.3084	33260	30884	26179	26585	24069

Таблица З

Термодинамические характеристики сплавов Al-Y при 1233 и 1333 К [12]

Аl—Y имеется очень мало экспериментально определённых активностей компонентов. Термодинамические свойства расплавов на основе алюминия установлены методом ЭДС [11]. В работе [12] приведены результаты давления насыщенного пара над сплавами системы Al—Y, полученные интегральным вариантом метода Кнудсена в интервале температур 1220—1470 К. На основе значений давления паров алюминия рассчитаны активности компонентов, а также некоторые термодинамические функции сплавов (табл 3).

Ясно, что $\Delta \overline{H}_{Al}$ этих авторов менее экзотермичны, чем установленные нами, и определены с большой погрешностью, так как применяемый метод не является прямым, а температурный интервал слишком узкий.

Термодинамические свойства расплавов Al —Y в работе [13] определены методом распределения иттрия между Al и Bi при 972 К. Установлено, что активности компонентов характеризуются большими отрицательными отклонениями от идеальных растворов, что коррелирует с данными работ [11, 12] и термохимическими свойствами, определенными в [4—8] и нами.

Таким образом, несмотря на большое количество исследований, термодинамические свойства расплавов системы Al—Y нуждаются в дополнительном изучении. Активности Al и Y установлены в узком концентрационном интервале при невысоких температурах (1220—1330 K).

Поскольку термодинамические свойства сплавов и диаграммы состояния систем тесно связаны между собой, поэтому для оценки активностей компонентов расплава целесообразно использовать координаты линии ликвидуса, которые для большинства двойных систем и некоторых тройных надежно определены.

Нами разработан следующий метод расчета активностей компонентов и энергий Гиббса смешения расплавов из координат линии ликвидуса диаграммы состояния для системы Al—Y.

Для участков концентраций $0 < x_Y < 0.03$ и $0.75 < x_Y < 1$, в которых имеется равновесие расплав — чистый твердый металл, справедливо уравнение $\mu_i^1 = \mu_i^{So}$ (химические потенциалы первого компонента в жидкой фазе и стандартном состоянии). Подставив выражения для μ_i , получим такие уравнения:

$$\begin{split} \mu_{1}^{1o} + RT_{p} \ln a_{1}^{1} &= \left(\mu_{1}^{So}\right)_{T_{p}};\\ RT_{p} \ln \gamma_{1}^{1} &= \left(-\Delta G_{\Pi\Pi}\right)_{1,T_{p}} - RT_{p} \ln x_{1}^{-1};\\ \Delta G_{i} &= \Delta S_{\Pi\Pi}(T_{\text{liq}} - T_{\Pi\Pi}); \quad a_{i} = e^{\frac{\Delta S_{\Pi\Pi}(T_{\text{liq}} - T_{\Pi\Pi})}{T_{\text{liq}}}. \end{split}$$

Ясно, что вывод этого уравнения строгий, поэтому из хорошо изученных координат линии ликвидуса диаграммы состояния можно вычислить точные значения активности компонента.

Иттрий имеет аллотропный переход при 1478 °С, который можно учесть, используя $\Delta S_{nn} + \Delta S_{nepex}$ вместо ΔS_{nn} . По описанной выше методике рассчитаны активности Al и Y в интервалах составов $0 < x_{y} < 0.03$ и $0.75 < x_{y} < 1$ соответственно.

Для центральной части диаграммы, где имеется равновесие расплава с интерметаллическими соединениями, которые плавятся конгруэнтно $(0.03 < x_{\rm Y} < 0.53, 0.58 < x_{\rm Y} < 0.7)$, использовали уравнение Хауффе–Вагнера:

$$\Delta \mu_{1}(T,x_{2}) = \Delta S_{\text{IIII}} \left\{ -\frac{x_{2}}{x_{2} - y_{2}} \Delta T - y_{2} \int_{y_{2}}^{x_{2}} \frac{\Delta T}{(x_{2} - y_{2})^{2}} dx_{2} \right\}$$

где $\Delta \mu_1(T, x_2)$ — изменение химического потенциала компонента 1 при температуре *T* и концентрации второго компонента в расплаве состава x_2 (стандартное состояние — компонент в интерметаллиде; пересчет на чистый компонент выполняли по данным, полученным на предыдущем этапе); $\Delta S_{\Pi\Pi}$, $T_{\Pi\Pi}$ — энтропия и температура плавления интерметаллида; y_2 — мольная доля компонента 2 в интерметаллида; $\Delta T = T_{\Pi\Pi} - T_{Iiq}$. Для соединений, которые плавятся инконгруэнтно (0.53< x_Y < 0.58, 0.7< x_Y <0.75), мы использовали такую экстраполяцию, чтобы на этих участках зависимость активности компонентов описывалась плавной кривой и коррелировала с данными для интервалов, в которых соединения, плавящиеся конгруэнтно, находятся в равновесии с расплавом.

Наконец, для участков с $0 < x_Y < 0.03$ и 0.75< $x_Y < 1$ активности Y и Al соответственно находим интегрированием уравнения Гиббса–Дюгема, используя активности другого компонента, полученные на первом этапе расчетов:

$$x_{\rm Al}d\ln(a_{\rm Al}) + x_{\rm Y}d\ln(a_{\rm Y}) = 0.$$

Активности компонентов, полученные для температуры ликвидуса, можно пересчитать на другую температуру, используя модифицированное уравнение Клапейрона–Клаузиуса:

$$\frac{d \ln a_i}{dT} = \frac{\Delta H_i}{R T^2}$$

Но точность почти не потеряется, если предположить, что $\Delta \overline{H}_i(T) \approx \text{const}$, а при увеличении температуры от T_{liq} до T активности компонентов в расплаве вычисляются по уравнениям:

$$\begin{split} \ln a_i(T) &= \ln a_i(T_{\mathrm{liq}}) + \int_{T_{\mathrm{liq}}}^T \frac{\Delta \overline{H}_i}{R T^2} \, dT ;\\ \ln a_i(T) &= \ln a_i(T_{\mathrm{liq}}) + \frac{\Delta \overline{H}_i}{R} \Big(\frac{1}{T_{\mathrm{liq}}} - \frac{1}{T} \Big). \end{split}$$

Проверка этой методики на различных системах в работе [14] показала, что рассчитанные активности компонентов расплавов всегда совпадают с известными достоверными литературными данными. Ясно, что погрешность определения



Рис. 4. Активности Y (1, 3) и Al (2, 4) при температуре 1770 (1, 2) и 1333 К (3, 4).



Рис. 5. Активности Y и Al, рассчитанные нами (1, 2) и измеренные методом эффузии при температуре 1333 К в работе [12] (3, 4).

активностей компонентов расплавов по описанной методике зависит от точности температур линии ликвидуса диаграммы состояния. Но для большинства исследованных систем диаграммы состояния построены настолько хорошо, что по ним активности компонентов и энергии Гиббса расплавов можно рассчитать с погрешностью не более 5—7 %.

На рис. 4 приведены активности компонентов расплавов системы Al—Y при температурах 1770 К и для переохлаждённого расплава — при 1333 К, рассчитанные из диаграммы состояния.

Минимальное значение интегральной энергии Гиббса при 1770 К, по нашим расчетам, равно -30 кДж/моль при $x_y=0.46$.

Активности компонентов, определенные методом эффузии в работе [12] и рассчитанные нами из диаграммы состояния для температуры 1333 К (с учетом областей гетерогенности), представлены на рис. 5.

Видно, что определенные методом эффузии активности Al при 1333 К имеют значительно большие отрицательные отклонения (особенно при $0.7 < x_{Al} < 1$), чем рассчитанные нами. В средней области концентраций два значения a_Y , полученные из a_{Al} интегрированием уравнения Гиббса–Дюгема в работе [12], почти одинаковы, что соответствует наличию гетерогенной области в твердом состоянии при 1333 К. Активности Y в расплавах системы Al—Y также определены методом распределения Y между Al и Bi при 930 К в работе [13]. Они проявляют очень большие отрицательные отклонения от идеальности. Это обусловлено тем, что исследование проведено вблизи температуры плавления Al.

Полученные значения мольных интегральных и парциальных энтальпий и энергий Гиббса позволяют вычислить энтропии смешения расплавов. Избыточные парциальные и интегральные энтропии смешения расплавов в изученной системе приведены на рис. 6.



Рис. 6. Парциальные и интегральные избыточные энтропии смешения расплавов Al—Y, рассчитанные нами для температуры 1775 К и приведенные в работе [3]: $1 - \Delta S^{\mu_{30}}$; $2 - \Delta S_Y^{\mu_{30}}$; $3 - \Delta S_{Al}^{\mu_{30}}$; $4 - \Delta S^{\mu_{30}}$ [3].

Видно, что они отрицательны, а интегральная избыточная энтропия достигает минимума –12 Дж/(моль·К) при $x_{\rm Y}$ =0.45. Это неплохо согласуется с литературными данными [3], согласно которым $\Delta S_{\rm min}^{\rm из0} = -10.5$ Дж/(моль·К) при $x_{\rm Y}$ = =0.47 (получены путем оптимизации термодинамических свойств этой системы).

Мы также рассчитали термодинамические

Таблица 4 Рассчитанные на основе ИАР свойства ассоциатов в системе Al—Y

Ассоциа т	Жидкий сплав		Тверды	й сплав	Плавление		
	$-\Delta_{f}H_{i}^{\text{liq}}$	$-\Delta_f S_i^{\text{liq}}$	$-\Delta_{f}H_{i}^{S}$	$-\Delta_f S_i^{S}$	$\Delta_m H_i$	$\Delta_m S_i$	
YAl ₃	43.9	14.6	42.8	8.3	11.1	4.7	
YAl_2	52.0	18.4	57.1	12.7	17.8	5.1	
YAI	49.1	12.9	43.1	6.3	7.7	3.8	
Y_3Al_2	34.8	8.7	34.5	3.4	13.9	4.7	
Y ₂ Al	17.8	2.6	28.7	2.8	25.4	10.1	

П р и м е ч а н и е. Энтальпии смешения даны в кДж/моль, а энтропии — в Дж/(моль·К); все значения приведены к 1 моль сплава (Al+Y).

свойства системы Al-Y по модели идеальных ассоциированных растворов (ИАР). В качестве ассоциатов были выбраны все 5 соединений, присутствующие на диаграмме состояния. Это связано с тем, что специальная программа, по которой проводился расчет, подтвердила наличие всех этих ассоциатов в расплаве, так как их мольные доли достаточно велики (достигают нескольких процентов). Это обусловлено также тем, что выбранные ассоциаты содержат небольшое количество (не более 5) атомов обоих компонентов. Параметрами модели ИАР были энтальпии, энтропии образования и плавления ассоциатов. Оптимизацией (выполненной по специальной программе) были найдены следующие значения этих параметров (табл. 4), поскольку при их использовании наблюдается наиболее адекватное соответствие рассчитанных термодинамических свойств как с экспериментально найденными интегральными энтальпиями смешения, так и с диаграммой состояния.

Смоделированные активности ассоциатов и чистых компонентов представлены на рис. 7. Видно, что активности Al и Y практически совпадают с рассчитанными нами ранее другим методом (рис. 4, 1770 K). Наименьшего значения достигают активности ассоциата Y_3Al_2 , состоящего из наибольшего (5) числа атомов, так как его образование сопровождается существенным уменьшением энтропии смешения расплава. Однако мы решили оставить его в совокупности используемых для расчета ассоциатов, потому что соот-



Рис. 7. Мольные доли ассоциатов и чистых компонентов в расплавах системы Al—Y при 1800 K: I — Al; 2 - Y; $3 - YAl_3$; $4 - YAl_2$; 5 - YAl; $6 - Y_3Al_2$; $7 - Y_2Al$.



Рис. 8. ΔH и $\Delta \overline{H}_i$ расплавов системы Ga—Y при 1775 К: $1 - \Delta \overline{H}_Y$, эксперимент; $2 - \Delta H$, расчет; $3 - \Delta \overline{H}_Y$, расчет; $4 - \Delta \overline{H}_{AIT}$, расчет.

ветствующий интерметаллид плавится конгруэнтно.

Исходя из этой модели, экстремальное значение интегральной энтальпии смешения должно равняться –41 кДж/моль при 1800 К и –38 кДж/ моль при 2000 К, но для проверки этой температурной зависимости известных экспериментальных данных пока недостаточно.

Полученные нами данные для расплавов системы Ga—Y приведены на рис. 8. Следует отметить, что полученные нами ΔH и $\Delta \overline{H}_i$ сплавов системы Ga—Y практически совпадают с результатами, приведенными в

Полученные термодинамические величины образования ассоциатов (табл. 5) близки к таковым для соответствующих интерметаллидов. Рассчитанные по ИАР энергии Гиббса и энтропии смешения расплавов системы Ga—Y при

тропии смешения расплавов системы Ga—Y при 1750 К равны –45.4 кДж/моль и –12.1 Дж/(моль·К). Эти величины коррелируют с установленными термохимическими свойствами расплавов данной системы.

работе [15], что не удивительно, поскольку ис-

следования выполнены по близким методикам.

Ясно, что процесс образования расплавов галлия с иттрием является термодинамически очень выгодным. Кроме того, согласно проведенным нами рентгеноструктурным исследованиям литых сплавов двойных систем Y—Al(Ga), установлено, что в них образуются интерметаллиды. Это свидетельствует о легкости образования соответствующих соединений.

Чтобы проанализировать, какие различия в свойствах компонентов вносят существенный вклад в энергетику сплавообразования двойных систем Y—IIIа-элемент, мы в табл. 6 приводим температуры плавления и энтальпии образования

Таблица 5

Термодинамические функции образования ассоциатов галлия с иттрием при 1775 К

Ассоциат	Т, К	∆ _f H, кДж/моль	-∆ _f S, Дж/(моль·К)
YGa ₂	4012	185.9	37.2
YGa	198.234	149.5	41.5

Таблица б

Температуры плавления и энтальпии образования наиболее тугоплавких интерметаллидов, минимумы DH, разности мольных объемов и электроотрицательностей

Система	Соеди- нение	Т _{пл.} , К	$-\Delta_{f}H$	$-\Delta H_{\min}$	ΔV ,	Ac
			кДж/моль		см ³ /моль	
B—Y	YB_4	2800	28	(25)*	15.23	0.71
Al—Y	YAl ₂	1485	50	40	9.85	0.39
Ga—Y	YGa	1385	71	70	8.150	0.59
In—Y	YIn ₃	1100	40.8	(40)	4.24	0.56
Tl—Y	Y ₅ Tl ₃	1470	(52)	(48)	2.6	0.82

* В скобках — прогнозируемые значения.

наиболее тугоплавких интерметаллидов, минимумы ΔH , разности мольных объемов и электроотрицательностей компонентов.

Видно, что $\Delta_f H(YGa)$ и ΔH близкого к нему расплава приблизительно одинаковы. Такие же данные для YAl_2 и соответствующего жидкого сплава отличаются, но данных недостаточно, поэтому дальнейшие исследования могут опровергнуть этот факт. Итак, по усилению энергии взаимодействия между разносортными атомами рассмотренные нами системы можно расположить в ряд: В—Y \rightarrow Al—Y \approx In—Y \rightarrow Tl—Y \rightarrow Ga—Y.

Учитывая не слишком большое различие энтальпий образования твердых и жидких фаз, на основании одних данных можно прогнозировать другие. Так как ΔH определены для достаточно большого количества интерметаллидов, то целесообразно использовать их для предсказания ΔH соответствующих жидких сплавов, что и сделано нами для двойных расплавов Y—B(In). Попробуем это обосновать значениями ΔV и $\Delta \varepsilon$. Из табл. 6 ясно, что для расплавов У-В самый большой вклад имеет размерный фактор; что же касается $\Delta \varepsilon$, то его значение ненамного превосходит такие же данные для других рассмотренных систем. Поэтому очень вероятно, что величина минимальной энтальпии смешения может быть близка к - 25 кДж/моль. Но экспериментально это вряд ли будет подтверждено в ближайшее время из-за тугоплавкости бора и агрессивности иттрия.

Для расплавов системы In—Y значение ΔV является наименьшим среди всех рассмотренных в данной работе (не считая Tl—Y), а $\Delta \varepsilon$ занимает промежуточное положение между наибольшим и наименьшим. Поэтому вполне вероятно, что $\Delta H_{\min} \approx -40$ кДж/моль. Что касается сплавов системы Tl—Y, то для них не определены энтальпии образования твердых и жидких фаз. В связи с этим, учитывая самый малый вклад ΔV и наибольшее значение $\Delta \varepsilon$, мы считаем, что тепловые эффекты сплавообразования должны быть довольно большими (-52 и -48 кДж/моль).

Таким образом, зная ΔV и $\Delta \varepsilon$, а также электронное строение компонентов, можно прогнозировать термохимические свойства двойных сплавов.

РЕЗЮМЕ. Методом калориметрії при 1775 ± 5 К визначено ентальпії змішування рідких сплавів подвійних систем Y—Al(Ga), прогнозовано аналогічні дані для Y—B(In,Tl) з ентальпій утворення проміжних фаз і діаграм стану цих систем. Термодинамічні властивості рідких сплавів подвійних систем Y—Al(Ga) розраховано в повному концентраційному інтервалі з використанням моделі ідеального асоційованого розчину. Показано, що термодинамічні активності компонентів розплавів подвійних систем Y—Al (Ga) виявляють від'ємні відхилення від ідеальних розчинів, а ентальпії змішування вказують на значні екзотермічні ефекти. Мінімуми ентальпій змішування подвійних систем Y— Al(Ga) складають -40.8 ± 2.2 і -70.0 ± 3.2 кДж/моль.

SUMMAR Y. Enthalpies of mixing of the liquid alloys of the binary Y—Al(Ga) systems were determined by the calorimetry method at 1775 ± 5 K. Analogous data for the Y—B(In, Tl) were forecasted using the enthalpies of forming intermediate phases and the phase diagrams of these systems. Thermodynamic properties of liquid alloys of the binary Y—Al(Ga) systems were calculated in the whole concentration interval using the theory of ideal associated solution. It was demonstrated that the thermodynamic activities of components of the binary Y—Al(Ga) systems show negative deviations from the ideal behaviour, and the mixing enthalpies indicate significant exothermic effects. Minimum values of mixing enthalpies of the Y—Al(Ga) binary systems are -40.8 ± 2.2 and -70.0 ± 3.2 kJ/mole.

ЛИТЕРАТУРА

- 1. *Судавцова В.С., Кудин В.Г. //* Неорган. материалы. -2001. -**37**, № 4. -С. 396—398.
- 2. Судавцова В.С., Кудин В.Г. // Металлы. -2001. -№ 1. -С. 29—31.
- 3. Kang Y.-B., Pelton A.D., Chartrand P., Fuerst C.D. // Calphad. -2008. -32, № 2. -P. 413—422.
- Рысс Г.М., Есин Ю.О., Строганов А.И., Гельд П.В. // Журн. физ. химии. -1976. -50, № 4. -С. 985—986.
- Pasturel A., Hicter P., Cyrot-Lackmann F. // J. Less-Common Metals. -1983. -92. -P. 105—109.
- Colinet C., Pasturel A.A. // Phys. Stat. Solidi (a). -1983. -A. 80. -K75—K79.
- Lee J.-J., Sommer F. // Z. Metallkde. -1985. -76, № 11. -S. 750—754.
- Pisch A., Hodaj F., Chaudout P., Colinet C. // J. Alloys Comp. -2001. -319. -P. 210—213.
- 9. *Meschel S.V., Kleppa O.J.* // J. Alloys. Comp. -2001. -**321**, № 1. -P. 183—200.
- Островский О.И., Григорян В.А., Вишкарев А.Ф. Свойства металлических расплавов. -М.: Металлургия, 1988.
- Кобер В.И., Ничков И.Ф., Распопин С.П., Науменко В.Н. // Изв. вузов. Цвет. металлургия. -1979. -№ 5. -С. 99.
- 12. Кулифеев В. К., Капленков В.Н. // Науч. тр. Москов. ин-та стали и сплавов. -1981. -№ 131. -С. 110—112.

- Петрашкевич С. Е., Дегтярь В. А., Внучкова Л. А., Серебренников В.В. Физико-химические исследования металлургических процессов. -Вып. 2. -Свердловск: Свердл. ЦПИ, 1974.
- 14. Судавцова В.С., Макара В.А., Кудин В.Г. Термо-

Институт проблем материаловедения им. И.Н. Францевича, Киев Киевский национальный университет им. Тараса Шевченко динаміка металургійних і зварювальних розплавів. -Київ: Логос, 2005. -Ч. 3.

 Zinevich T.M., Bieloborodova O.A., Kotova N.V., Dubyna V.M. // J. Alloys. Comp. -2003. -367, № 1–2. -P. 36—40.

Поступила 21.07.2011

УДК 546.43-46'162

В.Ф.Зінченко, Є.В.Тімухін, С.О.Тарасенко, О.В.Мозкова, Б.А.Горштейн, К.О.Вітюкова ВЗАЄМОДІЯ В СИСТЕМІ ВаF2—MgF2 ТА ЇЇ ОПТИЧНІ ВЛАСТИВОСТІ *

Досліджено характер твердофазної взаємодії між фторидами барію та магнію. Методами РФА та ІЧ-спектроскопії встановлено утворення нових фаз нез'ясованої структури. Виявлено факт зменшення вмісту кристалізаційної води у них порівняно з вихідними компонентами завдяки донорноакцепторній взаємодії. Тонкоплівкові покриття, одержані термічним випаровуванням матеріалів у вакуумі, мають недостатню кліматичну стійкість. У той же час за оптичними та механічними властивостями покриття відповідають поставленим вимогам.

ВСТУП. Фториди металів (MgF₂, YF₃ та ін.) є основою створення матеріалів для отримання тонкоплівкових покриттів в інтерференційній оптиці, що функціонує в широкій спектральній області – від ультрафіолетового до середнього інфрачервоного діапазону [1—3]. Головним недоліком фторидних матеріалів є їх недостатня механічна міцність та кліматична стійкість. Це обумовлено наявністю оксигенвмісних домішок (оксиди, карбонати) через гігроскопічність та гідроліз у вологому повітрі. Застосування фториду барію, який є перспективним матеріалом завдяки високій прозорості в ІЧ-діапазоні (аж до 13 мкм) є обмеженим через достатньо високу розчинність у воді.

Отже, зниження гігроскопічності та розчинності матеріалів на основі фторидів металів, зокрема, BaF_2 та MgF_2 є актуальною задачею. Вибір саме цих фторидів як компонентів складних фторидних матеріалів обумовлений тим, що вони мають дуже близькі умовні температури, тобто температури ефективного випаровування у вакуумі (1449 та 1439 К для BaF_2 та MgF_2 відповідно [4]), що дозволяє сподіватися на конгруентний характер випаровування їх композицій. Крім того, утворення низки сполук між ними має суттєво знизити гігроскопічність і тим самим покращити експлуатаційні властивості покриттів з них.

ПРОГНОЗУВАННЯ ВЗАЄМОДІЇ У СИСТЕМІ Ва F_2 — M_gF_2 . У відповідності з концепцією електростатичної кислотності-основності [5] сполука з оптимальним співвідношенням ("збалансованістю") кислотних й основних параметрів, тобто амфотерна за суттю, повинна мати найнижчу гігроскопічність і розчинність у воді. У ряді фторидів лужно-земельних металів MgF₂—CaF₂— SrF₂—BaF₂ фторид магнію має переважно кислотні, а фторид барію — основні властивості. Звідси випливає, що CaF₂ має кислотно-основні властивості, близькі до амфотерних На жаль, механічні властивості фториду кальцію, особливо у покриттях, залишають бажати кращого, що й обмежує його застосування.

Слід очікувати, що відмінні за своїми кислот-

^{*} Роботу виконано за рахунок бюджетних коштів, наданих як грант Президента України для підтримки наукових досліджень молодих учених на 2011 рік (GP/F32/051).

[©] В.Ф.Зінченко, Є.В.Тімухін, С.О.Тарасенко, О.В.Мозкова, Б.А.Горштейн, К.О.Вітюкова, 2012