ЭЛЕКТРОННО-ЛУЧЕВЫЕ ПРОЦЕССЫ



УДК 669.187.826

## МАТЕМАТИЧЕСКОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ ПРОЦЕССА РАСТВОРЕНИЯ КИСЛОРОДСОДЕРЖАЩИХ ТУГОПЛАВКИХ ВКЛЮЧЕНИЙ В РАСПЛАВЕ ТИТАНА

## С. В. Ахонин, М. П. Кругленко, В. И. Костенко

Построена математическая модель процесса растворения кислородсодержащих включений титана в расплаве титановых сплавов, позволяющая рассчитать зависимость скорости растворения частицы от температуры расплава. Установлена динамика распределения кислорода в частицах α-титана в процессе растворения. Определена длительность полного растворения кислородсодержащих включений титана с различными химическим составом и начальными размерами.

Mathematical model of process of dissolution of titanium oxygen-containing inclusions in melt of titanium alloys has been designed allowing calculation of dependence of particle dissolution rate on melt temperature. Dynamics of oxygen distribution in particles of  $\alpha$ -titanium in the process of dissolution was established. Duration of full dissolution of oxygen-containing inclusions of titanium with different chemical composition and initial sizes was defined.

**Ключевые слова:** титан; кислород; тугоплавкие включения; диффузия

Введение. Одним из типов критических дефектов титановых полуфабрикатов являются тугоплавкие включения, представляющие собой частицы α-титана с повышенным содержанием стабилизирующих эту фазу примесей внедрения (азота, кислорода и углерода), а также химических соединений этих элементов с титаном (нитридов, оксидов и карбидов). В мировой литературе такие включения получили название включений низкой плотности (LDI – Low Density Inclusion) [1]. Твердость этих частиц значительно превышает таковую титановой матрицы. Поэтому они являются концентраторами напряжения и источниками зарождения усталостных трещин [1], приводящих к разрушению ответственных деталей машин и, как следствие, к авариям.

Как правило, включения LDI образуются в процессе производства титановой губки и на 95 % состоят из твердых частиц α-титана [1, 2]. Удаление этих включений возможно в процессе получения титановых слитков с применением технологий переплава с промежуточной емкостью путем гравитационного осаждения [2–4] или растворения [3–7]. Следует отметить, что согласно диаграммам состояния систем титана с азотом, кислородом и углеродом, увеличение концентрации этих элементов существенно повышает температуру плавления титана [8]. Так, например, температура плавления  $\alpha$ -титана при массовой доле кислорода 3,2 % составляет 1720 °C, а при 10 % — 1885 °C. При этом температура конгруэнтного плавления диоксида титана, содержащего 40 мас. % кислорода, равняется 1870 °C.

При выплавке слитков титана различными способами перегрев расплава выше температуры плавления титана (1670 °C) и продолжительность пребывания металла в жидком состоянии ограничены, поэтому удаление включений LDI путем их плавки практически не происходит [2].

**Физическая модель.** Механизмы и закономерности процессов растворения азотсодержащих включений LDI изучены ранее [4–6, 9]. Цель настоящей работы заключается в изучении методами математического моделирования закономерностей растворения кислородсодержащих тугоплавких включений в расплаве титана.



Рис. 1. Диаграмма состояния системы титан-кислород

Механизм растворения кислородсодержащих включений LDI аналогичен таковому для включений, насыщенных азотом. При попадании в расплав кислородсодержащего включения LDI кислород диффундирует из включения в расплав, поскольку содержание кислорода в расплаве титана невелико и, согласно требованиям стандартов, не превышает 0,25 %.

Вследствие диффузии концентрация кислорода в поверхностных слоях включения начинает снижаться. В этом случае, согласно диаграмме состояния (рис. 1), при температуре расплава выше 1720 °С равновесная температура растворения  $\alpha$ -титана понижается от 1855 до 1720 °С по мере снижения концентрации кислорода от 10,0 до 5,3 мас. %, а при значении температуры расплава ниже 1720 °С и массовой доле кислорода менее 3,2 %  $\alpha$ -титан превращается в  $\beta$ -титан, температура плавления которого ниже, чем у  $\alpha$ -титана.

Итак, процесс растворения включения может быть представлен следующим образом. После поступления включения в расплав титана атомы кислорода начнут перемещаться с поверхности включения в расплав и при прохождении пограничного диффузионного поля уноситься в объем жидкого металла конвективными потоками.

На место ушедших с поверхности атомов кислорода из объема включения будут диффундировать новые атомы. При этом содержание кислорода в приповерхностных слоях включения снизится. Когда концентрация кислорода в поверхностном слое твердой частицы станет меньше, чем у соответствующей линии ликвидус при данной температуре, то этот слой растворится, и размеры включения уменьшатся. **Математическая модель.** Для упрощения расчетов будем считать, что частица кислородсодержащего включения LDI, помещенная в расплав титана, имеет форму шара радиусом  $R_{in}$ , а ее температура равна температуре расплава  $T_{in}$ . В этом случае уравнение диффузии кислорода во включении в сферической системе координат будет иметь вид

$$\frac{\partial C_{\rm O}}{\partial \tau} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( D_{\rm O} r^2 \frac{\partial C_{\rm O}}{\partial \tau} \right),\tag{1}$$

где r — текущий радиус в пределах от 0 до  $R_{in}$ , м;  $C_{\rm O} = C_{\rm O}(r, \tau)$  — массовая доля кислорода во включении, %;  $D_{\rm O} = D_{\rm O}(C_{\rm O})$  — коэффициент диффузии кислорода в твердой частице, м²/с;  $\tau$  — время с момента начала процесса растворения, с.

Граничное условие в центре частицы определяется условиями симметричности

$$\frac{\partial C_{\rm O}}{\partial r}\Big|_{r=0} = 0.$$
<sup>(2)</sup>

Поскольку после прохождения пограничного диффузионного слоя в расплаве атомы кислорода уносятся в объем жидкого металла конвективными потоками, то граничное условие на поверхности включения будет иметь такой вид:

$$-D_{O}\frac{\partial C_{O}}{\partial r}\Big|_{r=R_{in}} = \beta_{O}(C\Big|_{r=R_{in}} - LC_{O}^{L}),$$
(3)

где  $\beta_{\rm O}$  — коэффициент массопередачи кислорода в расплаве титана, м/с; L — равновесный коэффициент распределения кислорода между твердой и жидкой фазами;  $C_{\rm O}^L$  — массовая доля кислорода в объеме расплава, %. В первом приближении равновесный коэффициент распределения кислорода между фазами L можно принять равным 1,5 и считать постоянным [10].

Начальное распределение концентрации кислорода по объему включения примем постоянным:

$$C_{\rm O}(r,0) = C_{in}.\tag{4}$$

Для численного решения математической модели растворения кислородсодержащих включений в титане воспользуемся конечно-разностным методом Кранка-Николсона [11]. Аппроксимацию уравнения (1) проведем по неявному шеститочечному шаблону, который обеспечивает безусловную устойчивость и сходимость численного решения.

Процесс растворения включения в программе реализован с учетом анализа значений концентраций после каждого шага по времени и уменьшения рабочего массива на то количество точек, в которых массовая доля кислорода меньше концентрации, соответствующей линии ликвидус при расчетной температуре.

При определении коэффициента диффузии кислорода в титане необходимо учитывать, что его значение существенно зависит от формы кристаллической решетки титана. Поскольку диффузия является активационным процессом, то температурные зависимости коэффициентов диффузии можно выразить в экспоненциальном виде. Усреднение результатов экспериментальных работ по определению коэффициента диффузии кислорода в титане [10–12] позволило получить следующие температурные зависимости:

$$D_{\rm O}^{\alpha} = 3,45 \exp\left\{-\frac{211901}{RT}\right\},$$
 (5)

$$D_{\rm O}^{\beta} = 0.89 \, \exp\left\{-\frac{173861}{RT}\right\}.$$
 (6)

Согласно результатам экспериментальных исследований, приведенным в работах [13, 14], температурная зависимость коэффициента диффузии кислорода в диоксиде титана имеет следующий вид:

$$D_{\rm O}^{\gamma} = 1.1 \exp\left\{-\frac{305870}{RT}\right\}.$$
 (7)

В программе, реализующей численное решение математической модели (1)–(4), коэффициент диффузии определяли в каждой точке по содержанию кислорода в этой же точке на предыдущем шаге по времени, т. е. при заданной температуре расчета и вычисленной концентрации кислорода по диаграмме состояния определяли фазовый состав титана и затем по формулам (5), (6) или (7) соответственно вычисляли значение коэффициента диффузии. При этом считали, что в двухфазных зонах, например  $\alpha+\beta$ , коэффициент диффузии изменяется линейно с уменьшением концентрации соответственно от  $D^{\alpha}_{\Omega}$  до  $D^{\beta}_{\Omega}$ .

Выполненные в работе [9] расчеты позволили получить для численного значения коэффициента массопереноса кислорода в расплаве титана оценку  $\beta_{\rm O} = 0.01$  см/с.

Закономерности растворения кислородсодержащих включений. Исследование динамики распределения кислорода в объеме включения с помощью математической модели (1)–(4) показало, что характер растворения насыщенной кислородом частицы α-титана существенно зависит от температуры расплава.

При температуре 2000 К по всему объему включения, за исключением узкого слоя на границе раздела фаз, концентрация кислорода постоянна, а в приповерхностном слое толщиной 15...20 мкм зафиксировано резкое уменьшение массовой доли кислорода от ее исходного значения до концентрации, соответствующей линии AC1 (линии ликвидус) при данной температуре (рис. 2, *a*).

С течением времени наружные слои включения (с низким содержанием кислорода) растворяются, а градиент концентрации по мере растворения частицы перемещается к центру включения вместе с поверхностью раздела фаз.

При температуре 1950 К содержание кислорода уменьшается по всему объему включения, причем



Рис. 2. Распределение концентрации кислорода в частице  $\alpha$ -титана в зависимости от времени при температуре 2000 (*a*) и 1950 К (*b*), с: 1 - 6; 2 - 12; 3 - 18; 4 - 24; 5 - 30; 6 - AC1 = = 1,69 %; 7 - 12; 8 - 42; 9 - 72; 10 - 102; 11 - 132; 12 -AC1 = 0,256 %;  $r_{\rm B}$  - радиус включения

размеры последнего на начальном этапе растворения меняются слабо (рис. 2, *б*).

Анализ зависимости радиуса кислородсодержащего включения от времени пребывания в расплаве (рис. 3) показал, что при температуре 2000 К частица  $\alpha$ -титана растворяется практически с постоянной скоростью (скорость перемещения межфазной поверхности составляет около 28 мкм/с), тогда как при температуре 1950 К скорость растворения такой частицы существенно нелинейная: на начальном этапе размеры включения остаются практически неизменными, а затем начинают уменьшаться с увеличивающейся скоростью вплоть до полного растворения.

Построенная математическая модель (1)–(4) позволяет определить закономерности удаления кислородсодержащих включений из титана и его сплавов при различных переплавных процессах специальной электрометаллургии путем построения зависимости времени полного растворения включения от температуры расплава для твердых частиц с разными химическим составом и размерами.

Влияние температуры жидкого титана на длительность растворения кислородсодержащих включений очень существенна. С повышением температуры период существования включения в расплаве резко сокращается (рис. 4). Так, например, для частицы α-титана диаметром 2 мм увеличение перегре-



Рис. 3. Зависимость радиуса включения  $\alpha$ -титана от времени  $\tau$  пребывания в расплаве при температуре, К: 1 - 1950; 2 - 2000



Рис. 4. Зависимость времени растворения  $\tau_{\rm p}$  частицы  $\alpha$ -титана от температуры при различных размерах включения, мм: 1 — 2; 2 — 1; 3 — 0,5

ва расплава на 100 К (от 1950 до 2050 К) уменьшает продолжительность растворения включения более чем в четыре раза — от 150 до 36 с.

При температуре около 1990 К на кривых температурной зависимости времени растворения кислородсодержащих частиц обнаружен излом, т. е. при температуре менее 1990 К скорость уменьшения времени существования включения в расплаве титана при росте температуры приблизительно в два раза выше, чем при температуре более 1990 К. Такая динамика изменения размеров включения обусловлена различным характером распределения кислорода по объему включения в процессе растворения, которое было установлено выше методами математического моделирования (рис. 2).

Зависимость времени существования включения в расплаве от его линейных размеров имеет почти линейный характер (рис. 4). При перегреве расплава титана более чем на 150 К увеличение или уменьшение диаметра включения в два раза соответственно увеличивает или уменьшает длительность растворения в два раза, а при перегреве расплава менее чем на 150 К — в три раза.

С ростом начальной концентрации кислорода в частице скорость ее растворения уменьшается, а время полного растворения увеличивается (рис. 5). Это обусловлено тем, что коэффициент диффузии



Рис. 5. Зависимость времени растворения кислородсодержащих включений от температуры при различной исходной массовой доле кислорода во включении, %: 1 – 10; 2 – 25; 3 – 40



Рис. 6. Зависимость времени растворения частицы α-титана от температуры при различных массовых долях кислорода в расплаве, %: 1 – 0,17; 2 – 0,12; 3 – 0,06

кислорода в диоксиде титана значительно меньше такового в α-титане.

Например, при температуре 1950 К коэффициент диффузии кислорода в титане равен  $8,52 \cdot 10^{-6}$  см/с, а в диоксиде титана —  $8,86 \cdot 10^{-9}$  см/с. Поэтому насыщенные кислородом включения  $\alpha$ -титана растворяются в расплаве титана в 2,5 и более раз быстрее, чем включения диоксида титана.

Концентрация кислорода в расплаве титана на продолжительность растворения включения влияет незначительно (рис. 6), за исключением небольшого перегрева расплава выше температуры плавления титана. В последнем случае равновесная концентрация кислорода на поверхности твердой частицы может приближаться или даже превосходить таковую кислорода на линии AC1 диаграммы состояния системы титан-кислород (линия ликвидус). При этом время растворения включения значительно возрастает, и процесс растворения включения может даже остановиться.

## Выводы

1. Предложен механизм и построена математическая модель процесса растворения кислородсодержащего включения титана (альфированная частица или диоксид титана) в жидком титане, позволяющая рассчитать скорость растворения частицы в расплаве.



2. Установлен различный характер динамики распределения кислорода в частицах α-титана в процессе растворения при перегреве расплава выше температуры плавления титана (больше или меньше 150 K).

3. Определена продолжительность полного растворения кислородсодержащих включений в зависимости от химического состава и начальных размеров включений.

- Nitride inclusions in titanium ingots / J. L. Henry, S. D. Hill, J. L. Schaller, T. T. Campbell // Metal. Trans. 1973. № 4. P. 1859–1864.
   Bakish R. The State of the art in electron beam melting and refining // J. of Metals. 1991. Vol. 43. P. 42–44.
- refining // J. of Metals. 1991. Vol. 43. Р. 42–44. 3. Патон Б. Е., Тригуб Н. П., Ахонин С. В. Электронно-

- Патон Б. Е., Тригуб Н. П., Ахонин С. В. Электронно-лучевая плавка тугоплавких и высокореакционных метал-лов. Кнев: Наук. думка, 2008. 306 с.
   Bellot J. P., Mitchell A. Hard-alfa particle behaviour in a titanium alloy liquid pool // Light Metalls. 1994. № 2. P. 1187–1193.
   Jarrett R. N., Reichman S. H, Broadwell R. G. Defect re-moval mechanisms in hearth melted Ti6Al-4V // Proc. of Sixth World conf. on Titanium, Les Edititions de Physique, Cedex, France. 1988. P. 593–598.
   Larrett R. N. Bemoval of defects from titanium alloys with
- 6. Jarrett R. N. Removal of defects from titanium alloys with Jarrett K. N. Kenoval of defects from chandman anolys with E.B.C.H.R. // Proc. of the conf. on electron beam melting and refining – state of the art 1986 (Englewood, New Jer-sey). – New Jersey, 1986. – P. 332–346.
   Tripp D. W., Mitchell A., Hayden M. The effect of power on the thermal regime in an EB hearth // Ibid. – 1986. – D. 20-44
- P. 30-44.
- Хансен М., Андерко К. Структуры двойных сплавов. М.: Металлургиздат, 1962. Т. 2. 1488 с.

- 9. Ахонин С. В. Математическое моделирование процесса растворения нитрида титана в расплаве титана при электронно-лучевой плавке // Пробл. спец. электрометал-лургии. — 2001. — № 1. — С. 20–24.
- Макросегрегация кислорода при кристаллизации слитков титана / А. И. Амелин, В. И. Костенко, М. П. Круглен-ко, П. А. Пап // Современ. электрометаллургия. 2009. № 4. С. 20–24.
- 11. Марчук Г. И. Методы вычислительной математики. М.: Наука, 1980. — 535 с.
- 10. Коган Я. Д., Колачев Б. А., Левинский Ю. В. Константы Взаимодействия металлов с газами. Справочник. Металлургия, 1987. — 268 с.
- 11. Белова С. Б., Колачев Б. А., Волков В. И. О диффузии элементов внедрения в титане // Цветная металлургия. 2000. — № 4. — С. 33–37.
- 12. Дешам М., Фельдман Р., Лэр П. Окисление титана при Дешам М., Фельдман Р., Лэр П. Окисление титана при высокой температуре. Физическая и математическая моде-ли // Титан: Металловедение и технология: Тр. 3-й межд. конф. по титану (Москва, 18-21 мая 1976 г. – М., 1976. – Т. 2. – С. 159–168.
   Kofstad P. High temperature oxidation of metals. – New-York: John Wiley and Sons, 1966. – Р. 169–178.
   *Симон Д., Бульбен Ж. М., Бардоль Ж.* Изучение процес-са, образования тонкум, окисных диенок и усмосорбщии
- са образования тонких окисных пленок и хемосорбции кислорода в титане методами эллипсометрии, ядерного ак-....сорода в титан методами эллинсометрии, ядерного ак-тивационного анализа и микрогравиметрии // Титан: Металловедение и технология: Тр. 3-й межд. конф. по тита-ну (Москва, 18–21 мая 1976 г.). – М., 1976. – Т. 2. – С. 169–176.

Ин-т электросварки им. Е. О. Патона НАН Украины, Киев ООО «Стратегия БМ», Киев Поступила 21.01.2011

