

УДК 539.219.3:669.788:539.4

©1994

## МЕХАНИЗМ ВЛИЯНИЯ ТЕМПЕРАТУРЫ НА РАЗВИТИЕ ВОДОРОДНОЙ ХРУПКОСТИ МЕТАЛЛОВ

*B.B. Колесников*

Рассмотрен вопрос о механизмах влияния температуры и скорости деформации на развитие водородной хрупкости металлов в атмосфере водорода. Предложена теоретическая модель кинетики роста хрупкой трещины с учетом двух факторов: процесса наводороживания и обнажения свежих участков поверхности металла при разрушении. Показано, что при подходящем выборе параметров модели полученные соотношения качественно верно описывают наблюдаемые температурные и скоростные зависимости водородной хрупкости. Модель применима как для металлов, не образующих гидриды (Fe, Ni), так и для гидридообразующих металлов (Ti, V) при относительно высоких уровнях механической нагрузки.

Проблема водородной хрупкости металлов, одному из аспектов которой посвящена настоящая работа, связана с резким ухудшением механических свойств твердого тела в присутствии водорода и привлекает внимание не одно десятилетие [1–7]. В ней фактически сконцентрирован целый спектр как чисто прикладных, так и фундаментальных проблем физики реальных твердых тел, теории металлов и сплавов и их взаимодействия с газами, а также физики разрушения [8–10]. Феноменологические проявления водородной хрупкости отличаются сложностью и многообразием: сильной зависимостью от температуры и скорости деформации, от условий наводороживания и типа металла, характера распределения водорода в образце и многих других факторов [1, 4, 8]. Наибольшее влияние водород оказывает на механические свойства металлов лишь в определенном интервале температур и при малой скорости деформации, с ростом скорости деформации роль водорода в процессе разрушения падает [1, 4]. Есть специфика в развитии водородной хрупкости для образующих и не образующих гидриды металлов. Во втором случае (Fe, Ni, Al) выполненные *in situ* электронно-микроскопические исследования процесса разрушения [4] в атмосфере газообразного водорода показывают, что наблюдаемое микроскопическое хрупкое разрушение на микроуровне сопровождается интенсивной, локализованной вблизи устья растущей трещины, пластификацией металла. Наличие области пластического течения и ее размеры отражают повышенное по сравнению со спокойным металлом содержание водорода в ней. Процесс разрушения при этом характеризуется непрерывной эмиссией дислокаций из устья трещины и ростом, связанным с влиянием водорода [1, 4], скорости их движения. Ввиду то-

го что этот эффект имеет место лишь в области высокой концентрации водорода, пластификация металла не может распространяться далеко за ее пределы. Рост трещины происходит благодаря дислокационному зарождению перед ее фронтом новых микротрещин и их последующему слиянию [1,4,8]. На важную роль взаимодействия водорода с дислокациями и другими структурными дефектами в процессе развития водородной хрупкости указывалось также и в ряде более ранних работ [1,8]. Интересно, однако, отметить, что последние экспериментальные исследования [4] показывают, что дислокационный механизм роста трещины, сопровождающейся локализованным пластическим течением металла в ее устье, имеет место также и для гидридообразующих металлов типа Ti и V при больших уровнях механической нагрузки (большой скорости роста трещины). При малой скорости роста трещины хрупкое разрушение этих металлов в атмосфере газообразного водорода происходит благодаря образованию в устье трещины гидридной фазы [4].

Отмеченные выше факты указывают на то, что водородная хрупкость является самоподдерживающимся процессом; механическое нагружение металла в устье трещины, сопровождающееся его разрушением и интенсивным дефектообразованием, создает условия для формирования области с повышенным содержанием водорода, рост же концентрации водорода в ней активирует разрушение металла. Необходимость учета всей этой совокупности сложных факторов чрезвычайно затрудняет построение последовательной физической теории водородной хрупкости и порождает большое количество гипотез и представлений [1,8,11]. Так, учет лишь изменений механических свойств идеального ненагруженного металла, обусловленный присутствием междуузельных атомов водорода, наталкивается на ряд трудностей при интерпретации механизмов водородной хрупкости [1]. Хотя выполненные исходя из первых принципов теоретические расчеты этих изменений для 3d-металлов [6,7] и указывают на заметное упрочнение решетки металлов начала (Ti,V) и разупрочнение конца 3d-ряда (Fe,Ni), всестороннее описание явления водородной хрупкости получить на этой основе не удается. В частности, это относится к объяснению сильной температурной зависимости водородной хрупкости и ее зависимости от скорости деформации. Это удается сделать, если в свете сказанного выше принять во внимание при теоретическом описании распространения трещины в атмосфере водорода два аспекта — термодинамический и кинетический. Первый из них в свою очередь определяется двумя факторами, приводящими к смещению термодинамического равновесия в системе газ–металл после приложения механической нагрузки.

Первый фактор: растягивающие напряжения, существующие в устье трещины, должны приводить к росту растворимости водорода в области их локализации [1,4]. Природа этого эффекта связана с большой величиной дилатационного объема атома водорода, относительное значение которого для металлов достигает  $\sim 20\%$  [2,5]. Он может инициировать фазовый переход и рождение гидридной фазы в устье нагруженной трещины при малых давлениях водорода, как это, к примеру, наблюдалось в [4] для Ti. После зарождения гидридная фаза

может расти автокаталитически благодаря собственному полю напряжений в ее окрестности [4].

Второй фактор обусловлен сильным взаимодействием водорода со структурными дефектами (вакансии, дислокации и их скопления) и их высокой концентрацией в устье растущей трещины, связанной с непрерывно происходящим разрушением материала [1,4,8]. Так, в холодно-деформированной стали, богатой дефектами, растворимость водорода при 250° С составляет  $\sim 9 \text{ cm}^3/100\text{g}$  [1], что примерно на два порядка выше его содержания  $\sim 0.08 \text{ cm}^3/100\text{g}$  ( $\sim 10^{-3} \text{ %at/at.}$ ) в хорошо отожженных образцах стали или чистого железа [1]. При этом происходит качественное изменение характера реакции растворения — от эндотермической в последнем случае до экзотермической с высоким значением теплоты растворения  $Q \sim 10 \text{ kcal/mol}$  в первом [1]. Оба отмеченных выше термодинамических фактора, приводящих к росту концентрации водорода в поверхностном слое металла в окрестности устья растущей трещины, в изложенной ниже теоретической модели будут учтены с помощью подходящего выбора теплоты растворения водорода  $Q$  в дефектной деформированной области. Эти соображения наиболее важны для металлов, не образующих гидриды (Fe, Ni), концентрация водорода в которых при обычных условиях крайне мала [1].

Кинетический аспект связан с движением устья трещины и обнажением в процессе разрушения свежих участков поверхности металла, взаимодействующего с газообразным водородом. Этот эффект приводит к обратному по сравнению с термодинамическими факторами изменению концентрации водорода в устье трещины — ее уменьшению. Их конкуренция в процессе роста трещины приводит к формированию вблизи ее устья стационарного профиля концентрации водорода (процесс разрушения считаем стационарным). Теоретический расчет этого профиля для реального случая в замкнутой аналитической форме вряд ли возможен, однако общие закономерности его формирования, необходимые для цели настоящей работы, можно понять с помощью изложенной ниже простой физической модели.

В ее основу положено модельное описание реально происходящего процесса наводороживания устья трещины и обнажения при разрушении свежих участков поверхности металла процессом наводораживания металла с движущейся со скоростью  $v$  плоской границей раздела металл–газ.

Скорость  $v$  в этой модели фактически является феноменологическим параметром, который физически соответствует скорости движения устья трещины. При строгом теоретическом подходе сама величина  $v$  должна определяться физическими условиями в устье трещины (уровень механической нагрузки, степень дефектности, концентрация водорода и т. д.), характер которых зависит от конкретного механизма разрушения металла. В частности, для описанного выше дислокационного механизма следует ожидать, что  $v$  будет порядка скорости движения дислокаций, так как их эмиссия из устья трещины и является причиной ускоренного ее развития в атмосфере водорода.

Концентрация водорода  $C(z)$  (атомная) вблизи поверхности в предлагаемой модели может быть при этом найдена из одномерного урав-

нения диффузии. В системе координат, связанной с движущейся границей, оно имеет вид

$$\frac{\partial C}{\partial t} - v \frac{\partial C}{\partial z} = D \frac{\partial^2 C}{\partial z^2}, \quad (1)$$

где  $D$  — коэффициент диффузии водорода.

Учитывая стационарность процесса ( $\partial C / \partial t = 0$ ) и выполняя интегрирование (1) в пределах от  $z$  до  $\infty$ , при условии равенства нулю  $C(z)$  и  $\partial C / \partial z$  при  $z = \infty$  находим для  $C(z)$  простое уравнение

$$-vC = D \frac{dC}{dz}. \quad (2)$$

Его решение

$$C(z) = C_0 e^{-z/l}, \quad l = D/v. \quad (3)$$

Заметим, что принятное условие  $C(\infty) = 0$  не является принципиальным и лишь подчеркивает изложенные выше соображения о доминирующей роли (в особенности для металлов, не образующих гидриды) в росте концентрации водорода в устье трещины механической деформации и самого процесса разрушения. Распространение предела интегрирования (1) до  $\infty$  (с неизменным  $D$ ) оправдано тем, что параметр  $l$ , определяющий размеры области с повышенной концентрацией водорода, составляет при  $D \sim 10^{-6} \text{ см}^2/\text{s}$  и  $v \sim 0.1 \text{ см}/\text{s}$   $[1,2,8]$  порядка  $10^3 \text{ \AA}$ , что либо сравнимо, либо гораздо меньше области сильной концентрации напряжений и структурных нарушений материала. По этой причине при описании в модели процесса водородной хрупкости можно не учитывать наличия слабо деформированного металла с другими свойствами вдали от устья растущей трещины.

Константа  $C_0$  в (3) определяется условием равенства полного на-водороживающего потока  $j_H$  на границе газ–металл диффузионному потоку  $j_{\text{diff}} = -D dC/dz$  при  $z = 0$ , т.е. соотношением

$$j_H = -D \frac{dC}{dz} \Big|_0. \quad (4)$$

Для диссоциирующего газа для  $j_H$  можно положить  $[1,10,12]$

$$j_H = j_0(1 - C_0)^2 - KC_0^2. \quad (5)$$

Первый член в этом соотношении отвечает потоку атомов водорода, проникающих в металл из газа; второй член связан с обратным процессом. Множители  $(1 - C_0)^2$  и  $C_0^2$  учитывают наличие в металле пустых и занятых позиций, доступных для атомов водорода.

Соотношение (4) с учетом (3) и (5) приводит к алгебраическому уравнению для  $C_0$

$$(1 - C_0^2) - KC_0^2/j_0 = n_0 v C_0/j_0. \quad (6)$$

Его решение, имеющее физический смысл, можно представить в виде

$$1/C_0 = 2S + 1 + \{4S(S+1) + (1/C_\infty - 1)^2\}^{1/2}, \quad (7)$$

где введены обозначения:  $S = v/v_0$  и  $V_0 = 4j_0/n_0$ ,  $n_0 = 1\Omega_0$  ( $\Omega_0$  — атомный объем металла). Величина  $C_\infty$  — равновесная концентрация водорода в механически напряженной, дефектной области в устье трещины

$$C_\infty^{-1} = 1 + (K/j_0)^{1/2}.$$

Ее можно представить в несколько ином виде, удобном для численных расчетов, если использовать известное из теории твердых растворов выражение [9]

$$C_\infty^{-1} = 1 + e^{-\frac{Q+\mu}{T}}, \quad (8)$$

где  $Q$  — теплота растворения водорода;  $\mu$  — химический потенциал, определяемый температурой  $T$  и давлением газа  $P$  [13].

Параметр  $j_0$ , входящий в (5), определяет поток атомов водорода, проникающих в металл из газа. Можно принять, что он пропорционален потоку молекул  $H_2$ , атакующих поверхность металла  $\rho u$  ( $\rho$  — плотность газа,  $u$  — средняя скорость молекул), т.е. положить

$$j_0 = \rho u e^{-\varphi/T}. \quad (9)$$

Это соотношение не вполне точно, так как проникновению водорода в металл предшествует физическая адсорбция молекул  $H_2$  на его поверхности [2, 12]. Поэтому поток  $j_0$ , вообще говоря, пропорционален концентрации физически адсорбированного водорода. Однако она, как правило [12], пропорциональна потоку газа  $\rho u$ , что и оправдывает запись  $j_0$  в виде (9). В нем  $\varphi$  — энергия активации процесса перехода молекулы  $H_2$  в решетку твердого тела, сопровождающегося ее диссоциацией.

Полученные выше соотношения (3), (7–9) полностью решают поставленную в модели задачу определения профиля концентрации водорода вблизи устья растущей трещины в зависимости от термодинамических ( $T, P; Q$ ) и кинетических (скорость роста трещины  $v$ ) параметров. Численные расчеты концентрации  $C_0$  были выполнены для давления водорода  $P = 1 \text{ atm}$  и  $\varphi = 0.2 \text{ eV}$ . В этом случае при  $T = 300 \text{ K}$  параметр  $v_0 \approx 0.1 \text{ cm/S}$ . Он по порядку величины отвечает характерной скорости развития трещин, когда на их распространение оказывает заметное влияние водород [1, 8].

Связь полученных соотношений для концентрации водорода с провалом пластичности металла в присутствии водорода можно получить, если воспользоваться известной адсорбционной гипотезой [1, 8], согласно которой водород приводит к уменьшению на  $\Delta\gamma$  поверхностной энергии  $\gamma_0$  металла, уменьшая тем самым, согласно критерию Гриффитса [8], критическое напряжение  $\sigma_c$ , необходимое для распространения трещины. Полагая  $\Delta\gamma \approx -aC_0$  ( $a = \text{const} > 0$ ) и считая изменение  $\Delta\gamma$  малым, нетрудно показать, что

$$\Delta\sigma_c/\sigma_c \approx -\alpha C_0/2\gamma_0, \quad (10)$$

т.е. пропорционально концентрации водорода  $C_0$  на поверхности металла в устье растущей трещины. Величина  $C_0$  определяется соотношением (7).

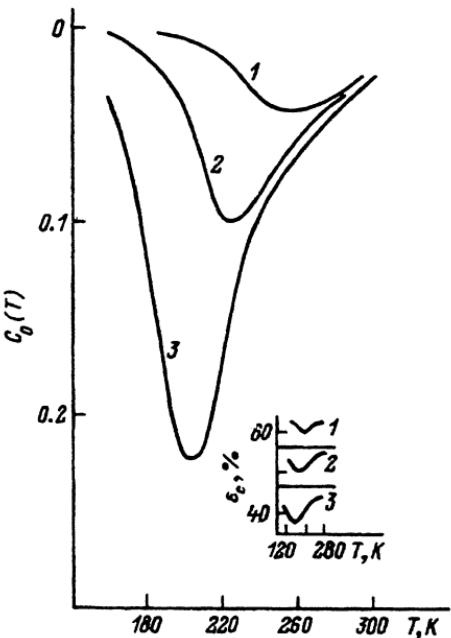


Рис. 1. Зависимость от температуры  $T$  концентрации водорода на поверхности металла  $C_0(T)$  для  $v = 10^{-1}$  (1),  $10^{-2}$  (2) и  $10^{-3}$  см/с (3).

На вставке — эксперимент для предельной деформации  $\epsilon_c$  наводороженных образцов стали [1] для трех значений скорости деформации  $\dot{\epsilon}$ :  $\dot{\epsilon}_1 > \dot{\epsilon}_2 > \dot{\epsilon}_3$ .

Для указанных выше значений  $P = 1$  atm и  $\varphi = 0.2$  eV были рассчитаны два типа зависимостей. Во-первых, для нескольких значений скорости роста трещины  $v$  были найдены температурные зависимости концентрации водорода  $C_0(T)$  (рис. 1). Для них характерно наличие резкого максимума, отвечающего, согласно (10), провалу пластичности — понижению критического напряжения  $\sigma_c$ .

Принятым на рис. 1 значениям скорости роста трещины  $v$ , согласно известным экспериментальным данным [3], отвечает коэффициент интенсивности механических напряжений в устье трещины  $\sim 10^2$  MN/m<sup>3/2</sup>. Теоретические расчеты свидетельствуют о смещении провала пластичности в область низких температур при уменьшении скорости роста трещины.

Для теплоты реакции  $Q$  было принято значение 0.12 eV, соответствующее экзотермической реакции растворения водорода в металле вблизи устья трещины, в согласии с высказанными в начале работы соображениями о росте растворимости водорода в решетке со структурными дефектами.

Кроме того, при заданном значении  $C_\infty$  были найдены скоростные зависимости  $C_0(v)$  для двух значений  $C_\infty = 0.1$  и  $0.05$ , отвечающих соответственно температурам 240 и 270 K (рис. 2).

Сравнение полученных теоретических результатов с экспериментальными (см. вставки к рис. 1, 2) показывает, что между ними имеется хорошее согласие как по температурным, так и по скоростным зависимостям водородной хрупкости, указывающее на непротиворечивость заложенных в модели представлений. Следует отметить, что предложенная модель должна быть применима для металлов, не образующих гидриды (таких как Fe, Cr, Ni) и для гидридообразующих металлов типа Ti и V при сравнительно больших скоростях деформации, когда в устье растущей трещины гидридная фаза образоваться не успевает.

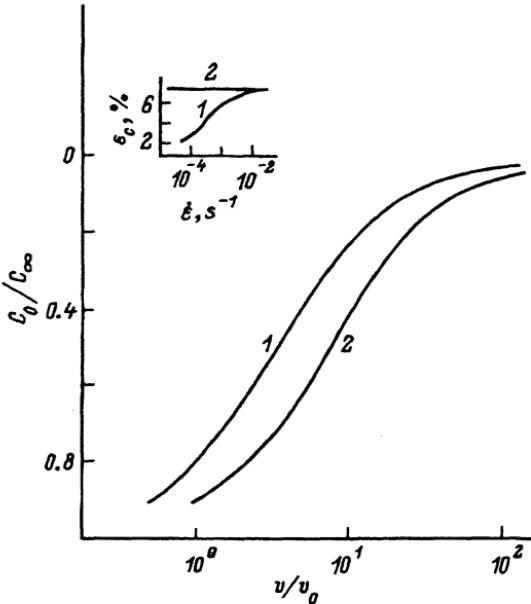


Рис. 2. Относительная концентрация водорода  $C_0/C_\infty$  на поверхности металла в зависимости от скорости движения трещины  $v/v_0$  для  $C_\infty = 0.1$  (1) и  $0.05$  (2).

На вставке — эксперимент для предельной деформации  $\varepsilon_c$  образцов наводороженной стали (1) в зависимости от скорости деформации  $\dot{\varepsilon}$ ; (2) — сталь без водорода [1].

ет. Как показывают эксперименты, о которых, в частности, указывалось в [4], характер разрушения в обоих указанных случаях подобен. Подобными изображенными на вставках к рис. 1, 2 оказываются также температурные и скоростные зависимости водородной хрупкости для разнообразных сталей, титановых сплавов, никеля, меди и многих других металлов [1]. Для гидридообразующих металлов при малых скоростях роста трещин ситуация сильно усложняется возможностью формирования гидридной фазы. Теоретическое описание кинетики роста хрупкой трещины в этих случаях потребует серьезной модификации описанной выше простой физической модели.

И наконец, отметим еще один интересный факт, следующий из полученных в теоретической модели особенностей проявления водородной хрупкости. Анализ соотношения (7) показывает, что максимум в зависимости  $C_0(T)$ , отвечающий за провал пластичности металла в присутствии водорода при изменении температуры, обусловлен конкуренцией величины двух членов в подкоренном выражении. При низких температурах доминирует первый из них, зависящий от скорости  $v$  ввиду экспоненциальной зависимости от температуры потока  $j_0$  проникающего в металл водорода, определяемого выражением (9). Второй член при этом, как следует из (8), для экзотермической реакции растворения водорода ( $Q > 0$ ) стремится к нулю. Физически малость концентрации  $C_0(T)$  в этом случае обусловлена быстрым движением устья трещины так, что «не успевает» происходить заметное наводороживание поверхностного слоя металла в зоне разрушения. В обратном предельном случае высоких температур концентрация  $C_0(T)$  также мала, но уже благодаря экспоненциальному убыванию  $C_\infty(T)$  и большой величине второго члена под радикалом в (7). Температура  $T_m$ , при которой оба указанных члена равны по величине, и определяет приближенно положение максимума в  $C_0(T)$  на рис. 1, а также его зави-

симость от скорости  $T_m(v)$ . С другой стороны, из сказанного ясно, что это же условие при заданной температуре  $T$  определяет некоторую характерную скорость  $v_m(T)$ , при которой концентрация  $C_0(T)$  сравнима с ее максимальным при данной температуре значением, равным  $C_\infty(T)$ . Другими словами, скорость  $v_m(T)$  может служить удобным физическим параметром, определяющим критическую скорость роста трещины, ниже которой следует ожидать интенсивного окрупчивания металла в атмосфере водорода.

С учетом определения параметра  $v_0 = 4j_0/n_0$ , выражений (8) и (9) для потока  $j_0$  и концентрации  $C_\infty$ , а также выражения для химического потенциала  $\mu(P, T)$  газообразного водорода [13] можно получить явную зависимость критической скорости от температуры и давления газа

$$v_m = v_\infty e^{-\Delta E/T}, \quad (11)$$

где

$$v_\infty = K \sqrt{P} T^{5/4}, \quad \Delta E = \varphi + Q.$$

Размерная константа

$$K = \frac{\sqrt{2}}{\hbar^{5/2}} \left( \frac{m_H}{\pi} \right)^{3/2} \Omega_0 r_0,$$

$m_H$  — масса атома водорода,  $r_0$  — межатомное расстояние в молекуле  $H_2$ ,  $\Omega_0$  — атомный объем металла.

В физически интересном диапазоне температур степенной зависимостью параметра  $v_\infty$  от  $T$  можно пренебречь по сравнению с экспонентой в (11). При  $P = 1 \text{ atm}$   $v_\infty \approx 5 \cdot 10^5 \text{ cm/S}$ . Для принятых в работе значений  $\varphi$  и  $Q$  энергия активации  $\Delta E = 0.32 \text{ eV}$ .

Для теоретических зависимостей  $C_0(v)$  (рис. 2), отвечающих  $C_\infty = 0.1$  ( $T \approx 240 \text{ K}$ ) и  $C_\infty = 0.05$  ( $N \approx 270 \text{ K}$ ), критические значения скорости  $v_m = 0.022$  ( $v_m/v_0 \approx 2$ ) и  $0.146 \text{ cm/s}$  ( $v_m/v_0 \approx 4$ ) соответственно. Их величины расположены в области резкого роста  $C_0(v)$  на рис. 2, где  $C_0 \approx C_\infty$  в соответствии с проведенным выше качественным анализом соотношения (7). При понижении температуры происходит смещение величины  $v_m$  в область малых скоростей роста трещины.

Активационный характер зависимости от температуры скорости роста хрупких трещин в атмосфере водорода типа (11) был обнаружен экспериментально для молибденовых сталей [1] с энергией активации  $\Delta E \approx 0.3 \text{ eV}$ , близкой к полученным выше теоретическим оценкам.

Для дальнейшего прогресса в понимании природы водородной хрупкости металлов представляли бы интерес более систематические экспериментальные физические исследования особенностей температурных и скоростных зависимостей водородной хрупкости, к примеру с помощью описанной в работе [4] *in situ* — методики, позволяющей в электронном микроскопе следить за скоростью развития единичных трещин в металле в условиях контролируемой механической нагрузки и заданных температуры и давления газа.

## Список литературы

- [1] Гельд П.В., Рябов Р.А., Кодес Е.С. Водород и несовершенство структуры металлов. М.: Металлургия, 1979. 221 с.
- [2] Водород в металлах. Т. 1,2 / Под ред. Г. Алефельда и М.Фелькеля. М.:Мир, 1981. 474 с.
- [3] Мак-Магон К., Брайнт К., Бонарджи С. // Механика разрушения. М.:Мир, 1979. В. 17. С. 109–133.
- [4] Shih D.S., Robertson I.M., Birnbaum H.K. // Acta Metall. 1986. V. 36. N 1. P. 111–124.
- [5] Зароченцев Е.В., Колесников В.В. // УФЖ. 1990. Т. 35. № 12. С. 1848–1854.
- [6] Барьяхтар В.Г., Зароченцев Е.В., Колесников В.В. // ФТТ. 1990. Т. 32. № 8. С. 2449–2455.
- [7] Барьяхтар В.Г., Зароченцев Е.В., Колесников В.В. // Физика и техника высоких давлений. 1991. Т. 1. № 2. С. 223–232.
- [8] Физическое металловедение. Т. 1–3 / Под ред. Р.У.Кана и П. Хаазена. М.: Металлургия, 1987. 639 с.
- [9] Хачатуриян А.Г. Теория фазовых превращений и структура твердых растворов. М.: Наука, 1974. 371 с.
- [10] Елютин В.П., Павлов Ю.А., Поляков В.П., Шеболдаев С.Б. Взаимодействие окислов металлов с углеродом. М.: Металлургия, 1976. 360 с.
- [11] Фельдман Э.П., Юрченко В.М., Стрельцов В.Ф., Володарская Е.В. // ФТТ. 1992. Т. 34. N 2. С. 618–627.
- [12] Константы взаимодействия металлов с газами / Под ред. Б.А. Колачева и Ю.В. Левинского. М.: Металлургия, 1987. 351 с.
- [13] Ландау Л.Д., Лифшиц Е.М. Статистическая физика. М.: Наука, 1960.

Ростовский-на-Дону государственный  
университет НИИФ

Поступило в Редакцию  
28 сентября 1993 г.  
В окончательной редакции  
23 марта 1994 г.