

Накопление водорода в стали 15Х2НМФА в условиях бездефектного насыщения было изучено при воздействии на мембрану молекулярного водорода из газовой фазы при давлении  $P=0,665\text{Pa}$ . Температура мембранны при этом изменялась в интервале 600-770 К. Затем образцы помещались на подложку из тантала и подвергались нагреву в интервале температур 300-1500 К с одновременной регистрацией выделяющегося  $\text{H}_2$ . В результате в спектрах термодесорбции было получено два размытых пика газовыделения водорода с температурами максимумов  $T_m \approx 870$  К и  $T_m \approx 1200$  К. Оба эти пика находятся в области температур, лежащих выше предельно допустимой температуры отжига для стали 15Х2НМФА. Эти результаты подтверждают наличие остаточного водорода в исследуемой стали.

Таким образом, изучение термодесорбции, водородопроницаемости и рас-

пределения по глубине ионно-имплантированного дейтерия в корпусной стали реакторов типа ВВЭР-1000 (15Х2НМФА) показало, что основная часть дейтерия (водорода) десорбируется в интервале температур  $\sim 200$ -750 К и может быть выведена из материала при восстановительном отжиге. В то же время высокотемпературная компонента может удерживаться и накапливаться в материале. Для оценки роли этой компоненты необходимы дополнительные исследования.

#### Библиографический список

1. Жуков А.И., Толстолуцкая Г.Д., Рыбалко В.Ф. и др. Определение профиля залегания дейтерия в материалах по выходу продуктов ядерных реакций // ВАНТ. Сер. ФРП и РМ.-1992. – Вып. 1(58), 2(59). – С. 133-135.
2. Шарапов В.М., Захаров А.П. Особенности проникновения водорода через молибден в условиях тлеющего разряда // ЖТФ. – 1976. – Т.46. – №3. – С.611-614.

УДК 539.71.112

## СТРУКТУРНЫЕ ИЗМЕНЕНИЯ В Zr, ИНДУЦИРОВАННЫЕ ИМПЛАНТАЦИЕЙ НИЗКОЭНЕРГЕТИЧЕСКИХ ИОНОВ ДЕЙТЕРИЯ

*В.И. Бендиков, С.А. Карпов, И.Е. Копанец,*

*Г.Д. Толстолуцкая, В.В. Ружицкий, В.Ф. Рыбалко*

г. Харьков, ННЦ “Харьковский физико-технический институт”

В связи с развитием новых технологий получения энергии большое внимание уделяется проблеме водорода в металлах. Для водородной и ядерной энергетики значительный интерес представляют соединения водорода с металлами как источники чистого водорода, эффективные замедлители, отражатели для высокотемпературных ядерных установок, а также как возможные компоненты ракетного топлива [1, 2]. Интенсификация работ по созданию промышленного термоядерного реактора привела к концентрации усилий исследователей на выяснении таких важных особенностей взаимодействия водорода и его изотопов с материалами, как захват, накопление и реэмиссия дейтерия и трития из материалов первой стенки ТЯР, проникновение и выход в окружающую среду дорогостоящего радиоактивного трития и

т.д. Интерес к этим явлениям обусловлен их негативным влиянием на эксплуатационные характеристики ТЯР.

В связи с этим исследование поведения водорода в условиях его взаимодействия с радиационными дефектами является актуальной задачей как в чисто научном аспекте, так и в плане практического использования таких данных в целом ряде областей науки и техники.

Для выяснения закономерностей взаимодействия ионно-имплантированного дейтерия с цирконием, идентификации ловушек, ответственных за удержание газа в металле, и определения энергетических параметров его выхода из кристаллической решетки были исследованы:

1. Термодесорбция дейтерия в интервале температур 300-1400К из Zr, импланти-

рованного при  $T=300K$  ионами  $D_2^+$  с энергией  $E=12\text{ кэВ}$  до доз  $5 \cdot 10^{17}$  и  $1 \cdot 10^{18} D_2^+ \text{ см}^{-2}$ .

2. Образование радиационно-индуцированных фаз в Zr при облучении ионами  $D_2^+$  с энергией 12 кэВ до доз в интервале  $5 \cdot 10^{16} - 2 \cdot 10^{18} D_2^+ \text{ см}^{-2}$ .

3. Деградация радиационно-индуцированных фаз в Zr, облученном до дозы  $2 \cdot 10^{18} D_2^+ \text{ см}^{-2}$  в процессе отжига в интервале температур 300–1400 K.

**Методика измерений.** Для решения поставленной задачи применялся комплекс методов исследований, позволяющих получать разностороннюю информацию об исследуемых процессах. Такими методами являются: ионная имплантация, термодесорбционная спектрометрия, ядерно-физические методы (ядерные реакции) и электронная микроскопия.

Исследовались образцы, размером  $(12 \times 6 \times 0.1) \cdot 10^{-6} \text{ м}^3$ , из холоднокатанной фольги иодидного циркония (чистотой 99,95 вес.%), очищенного зонной плавкой. После прокатки они отжигались при  $T=1090$  K в течение 1 ч. Перед экспериментами образцы подвергались химической полировке в растворе следующего состава: 45%  $\text{HNO}_3$ , 10% HF и 45%  $\text{H}_2\text{O}$ . Исследование захвата, диффузии и десорбции газа в условиях его имплантацииmonoэнергетическим пучком ионов проводилось на установке “Ант”. Установка имеет безмасляную систему откачки, обеспечивающую давление остаточных газов в камере мишени на уровне  $(2 - 3) \cdot 10^{-5}$  Па. Облучение мишеней велось при  $T=300K$  пучком ионов  $D_2^+$  с энергией 15 кэВ, плотностью тока  $j \sim 30 \text{ мкA}/\text{см}^2$ . Дозы облучения варьировались в диапазоне  $5 \cdot 10^{16} - 2 \cdot 10^{18} D_2^+ \text{ см}^{-2}$ .

Анализ состава газовой среды в экспериментальной камере установки “Ант” проводился масс-спектрометром MX-7304.

**Методика термоактивированной десорбции.** Зависимости количествадейтерия, удерживаемого в металлах при различных дозах облучения, энергетические параметры миграции атомов газа в кристаллической решетке Zr, величины энергии связи атомов с дефектами структуры изучали при помощи методики термоактивированного газовыделения. Суть методики состоит в изме-

рении парциального давлениядейтерия, выделяющегося из исследуемого образца, в процессе линейного повышения его температуры. В наших экспериментах использовалась методика термодесорбции в динамическом режиме [3], при котором давление газа в камере пропорционально скорости его десорбции из металла.

Распределение по глубине циркониевых образцов имплантированногодейтерия было измерено с помощью ядерной реакции  $D(^3\text{He}, p)^4\text{He}$ . Измерения были выполнены на электростатическом ускорителе ЭСУ-2. Регистрацию актов реакции вели по протонам, энергия которых лежала в пределах 12–14 МэВ. Энергетический спектр протонов измеряли при различных энергиях зондирующего пучка  $^3\text{He}^+$  в диапазоне энергий от 0,3 до 1,5 МэВ. Подробно методика изложена в [4].

**Электронномикроскопические исследования образцов.** Для исследований микроструктуры образцов Zr использовались электронные микроскопы ЭМ-125 и ЭМВ-100Л, с рабочими напряжениями 125 и 100 кВ соответственно.

Для исследования циркониевые образцы предварительно утонялись с помощью струйного травления в растворе следующего состава: 45%  $\text{HNO}_3$ , 10% HF, 45%  $\text{H}_2\text{O}$ .

Отжиги образцов Zr непосредственно в электронных микроскопах проводились в усовершенствованной нагревательной ячейке, позволяющей осуществлять нагрев в наконечнике высокого разрешения.

**Результаты экспериментов.** Отжиги образцов, имплантированных ионами  $D_2^+$ , показали, что термостимулированный выход газа в исследованном диапазоне доз происходит преимущественно в одном пике. Для дозы облучения  $5 \cdot 10^{17} D_2^+ \text{ см}^{-2}$  газовыделение начинается при  $T=800K$ , достигает максимума при  $T_m=1000K$  и завершается при  $T=1200K$ . Для дозы  $1 \cdot 10^{18} D_2^+ \text{ см}^{-2}$  десорбция начинается при  $T=900K$  и имеет максимум при  $T_m=1150K$ . В этом случае пик значительно выше, он более широкий, задний фронт пика затянут. Кроме основного пика наблюдается пик незначительной интенсивности при  $T \sim 1380$  K (рис. 1).

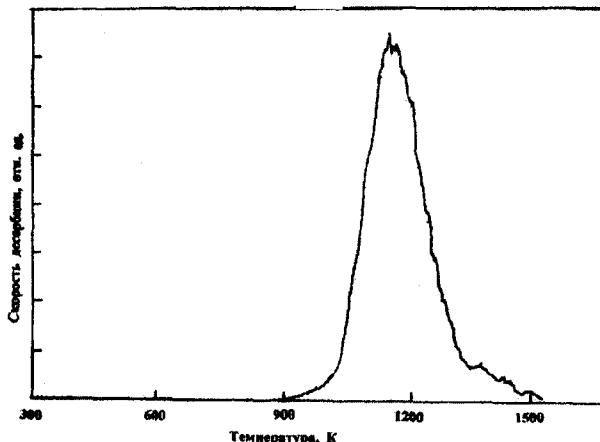


Рис. 1. Спектр термодесорбции дейтерия, имплантированного в цирконий до дозы  $1 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-2}$  при  $T_{\text{комк.}}$

Полученные спектры ТД дейтерия из Zr значительно отличаются от спектров газоизвлечения дейтерия, полученных в сходных условиях из таких металлов и сплавов, как, например, Ni [5], стали 304LN [6] и др. Для этих металлов характерно завершение газоизвлечения до температуры  $T < 700\text{K}$ . Сильный захват дейтерия, обнаруженный нами для Zr, с другой стороны, аналогичен захвату дейтерия в Ti и его сплавах [7]. Известно [8], что оба эти материала гидридообразующие. При нагреве Ti до  $\sim 600\text{K}$ , а Zr до  $\sim 700\text{K}$  в вакууме ( $\sim 10^{-4} \text{ Па}$ ) начинается разложение гидридов и десорбция водорода. При температуре  $\sim 1100\text{K}$  происходит почти полное восстановление исходных Ti и Zr.

Вычисление площадей под кривыми газоизвлечения позволило определить значения коэффициентов захвата дейтерия в цирконии при исследуемых дозах. Его величина оказалась равной  $\eta \sim 0,9$ . Для определения энергии активации десорбции дейтерия из Zr, в предположении, что она описывается уравнением для скорости химических реакций, была проведена обработка пика ТД газа, наблюдающегося в спектре при облучении Zr до дозы  $5 \cdot 10^{17} \text{ D}_2^+ \text{ см}^{-2}$ . Полученные при этом значения энергии активации ( $E=2,4 \text{ эВ}$ ) и порядка реакции ( $\gamma=2$ ) указывают на то, что в процессе дегазации металла значительную роль могут играть поверхностные процессы рекомбинации. Определенная энергия активации значительно выше энергии активации процесса диффузии дейтерия в Zr [8], что дает возможность предположить, что в нашем случае выход

водорода в зарегистрированном пике ТД связан с освобождением его из сильносвязанного состояния.

*Образование радиационно-индуцированных фаз в облученном ионами  $D_2^+$  цирконии.* Изменение кристаллографической структуры Zr, вызванное имплантацией ионов  $D_2^+$  с энергией 12 кэВ, проводилось с помощью электронографии. В результате было установлено следующее. При дозах облучения  $D < 1 \cdot 10^{17} \text{ D}_2^+ \text{ см}^{-2}$  не наблюдается никаких структурных изменений. В электронограммах (ЭГ) присутствуют только кольца, характерные для исходного необлученного Zr. Начиная с дозы  $3 \cdot 10^{17} \text{ D}_2^+ \text{ см}^{-2}$  в ЭГ появляются дополнительные кольца, интенсивность которых по мере увеличения дозы облучения возрастает.

В то же время, интенсивность колец, соответствующих исходной ГПУ-решетке Zr, с увеличением дозы от  $3 \cdot 10^{17}$  до  $2 \cdot 10^{18} \text{ D}_2^+ \text{ см}^{-2}$  значительно ослабевает. Это видно из рис. 2, где представлена электронограмма циркония, облученного до дозы  $2 \cdot 10^{18} \text{ D}_2^+ \text{ см}^{-2}$ .



Рис. 2. Электронограмма циркония, облученного ионами дейтерия до дозы  $2 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-2}$ .

Идентификация возникающих структур показала, что они соответствуют гидридам  $ZrD$  и  $ZrD_2$ . Фазе  $ZrD$  соответствуют наблюдаемые кольца, межплоскостные расстояния которых совпадают с расстояниями для колец гидрида с индексами  $hkl=113$  и  $200$ . Фазе  $ZrD_2$  соответствуют кольца, идентифицируемые нами по их плоскостным расстояниям с кольцами гидрида, индексъ-

которых равны  $hkl=002$  и  $202$ . На ЭГ существует также ряд колец, которые можно связать с образованием в металле фазы  $ZrO_2$ .

Однако отсутствие при этом наиболее характерных колец этой фазы, соответствующих значениям межплоскостных расстояний  $3,19 \text{ \AA}$ ,  $3,69 \text{ \AA}$  и  $5,1 \text{ \AA}$  позволяют сделать заключение, что неустановленные линии относятся, по-видимому, к каким-то переходным фазам  $Zr_xD_y$ .

Вычисленные по ЭГ значения межплоскостных расстояний и их изменения с дозой облучения представлены в таблице. В ней также указаны предполагаемые фазы  $Zr$ , которым соответствуют установленные расстояния.

Таким образом, полученные данные свидетельствуют о том, что при облучении  $Zr$  дейтерием в объеме металла возникают сильно связанные состояния, эффективно удерживающие водород, которые можно идентифицировать с фазами  $ZrD$  и  $ZrD_2$ .

Таблица  
Значения межплоскостных расстояний ( $\text{\AA}$ ),  
наблюдаемых в  $Zr$  при различных дозах  
облучения, и значения ( $hkl$ ) предполагаемых  
структур  $ZrD$  и  $ZrD_2$

Исходный $Zr$	Доза облучения, $\text{см}^{-2}$				$ZrD$ ( $hkl$ )	$ZrD_2$ ( $hkl$ )
	$1 \cdot 10^{17}$	$3 \cdot 10^{17}$	$5 \cdot 10^{17}$	$2 \cdot 10^{18}$		
2.772	2.753	2.763	2.763	2.763	111	
-	-	-	-	2.731		
2.697	2.684	2.698	2.701	2.676		
2.555	2.539	2.540	2.545			
-	-	-	-	2.523		
2.434	2.428	2.433	2.432	2.428	200	
-	-	-	2.359	2.356	200	
-	-	2.284	2.285		002	
1.876	1.870	1.874	1.860	1.879		
-	-	1.785	1.789	1.788		
-	-	1.663	1.662	1.651	202	
1.601	1.592	1.597	1.599	1.601		
-	-	1.514	1.511	1.524		
-	-	-	-	1.482	113	
1.454	1.436	1.447	1.447	1.443	311	

С целью определения количества имплантированного дейтерия и его распределения в объеме материала были проведены измерения с помощью ядерной реакции  $D(^3\text{He}, p)^4\text{He}$  образцов, облученных при  $T_{\text{комн}}$  до дозы  $4 \cdot 10^{17}$ ,  $2 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-2}$ . В образце, облученном до дозы  $4 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-2}$ , было изме-

рено  $3,8 \cdot 10^{17} \text{ част. D/cm}^2$  (рис. 3), распределенных в слое  $\sim 0,4 \text{ мкм}$ , что почти на порядок больше проективного пробега.

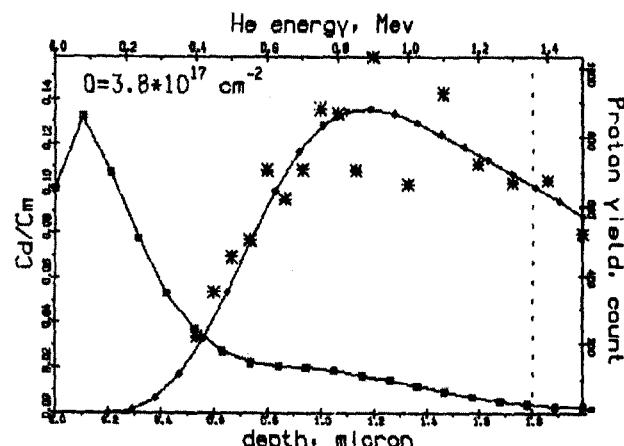


Рис. 3. Профиль распределения дейтерия, имплантированного с энергией 6 кэВ при  $T_{\text{комн}}$  в цирконий до дозы  $4 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-2}$ .

Небольшое количество дейтерия регистрируется вплоть до глубины  $\sim 1,8 \text{ мкм}$ . Концентрация в среднем составляет  $0,12 \text{ ат. D/ат. Zr}$ . В случае облучения до дозы  $2 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-2}$  в образце зарегистрировано атомов дейтерия  $1,4 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-2}$ , что соответствует  $\eta \sim 0,7$  (рис. 4). Распределение дейтерия еще больше уширяется вплоть до  $1 \text{ мкм}$  при средней концентрации  $0,25 \text{ ат. D/ат. Zr}$ .

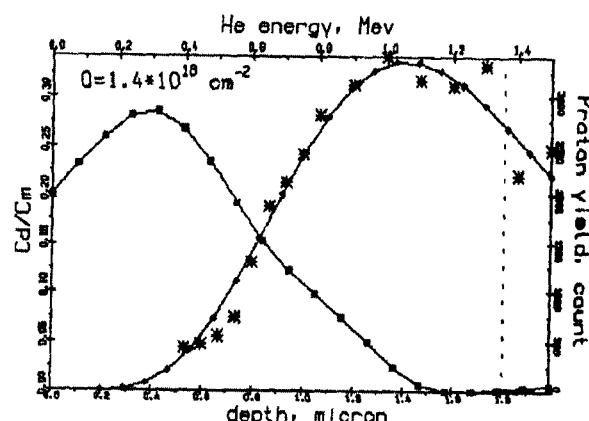


Рис. 4. Профиль распределения дейтерия, имплантированного с энергией 6 кэВ при  $T_{\text{комн}}$  в цирконий до дозы  $2 \cdot 10^{18} \text{ см}^{-2}$ .

Таким образом, концентрация  $1 \text{ ат. D/ат. Zr}$  при данных условиях облучения не достигается, т. е. наблюдаемое образование гидрида происходит в виде отдельных выделений в матрице металла.

Деградация радиационно индуцированных фаз при отжиге имплантированного  $Zr$ .

Для установления связи между пиком газовыделения дейтерия из имплантированного ионами с энергией 12 кэВ циркония и изменением его структуры было проведено изучение микроструктуры металла в процессе его отжига в интервале температур 300-1200 К. Отжигам подвергались образцы, облученные до дозы  $2 \cdot 10^{18} D_2^+ \text{ см}^{-2}$ .

В результате проведенных экспериментов было установлено, что в процессе отжигов происходит практически полное восстановление структуры необлученного металла. Фазы, идентифицируемые как гидриды ZrD и ZrD<sub>2</sub>, исчезают. Преобразования структуры начинаются при  $T=450-460$  К. При этом происходит уменьшение интенсивности рефлексов (220), связанных с наличием структуры ZrD<sub>2</sub>. Более интенсивные изменения начинаются с  $T=600$  К – исчезает кольцо (200) ZrD<sub>2</sub>, появляется кольцо 101 чистого Zr (после 700 К). При температуре  $T=700$  К исчезает кольцо (202) ZrD<sub>2</sub>, а также линия (111) ZrD<sub>2</sub>. Наиболее интенсивные преобразования идут в области температур 900-1200 К. В этой области температур исчезают кольца, идентифицируемые как ZrD и ZrD<sub>2</sub>. Восстанавливаются, хотя и не полностью (по интенсивностям), все кольца, наблюдавшиеся для исходного Zr.

Исчезновение гидрида и выход дейтерия из образца при  $T>1100$  К подтверждают данные, приведенные на рис.5. Концентрация остаточного дейтерия в этом случае составляет  $\sim 0,01$  по отношению к внедренному при  $T_{\text{комн}}$ .

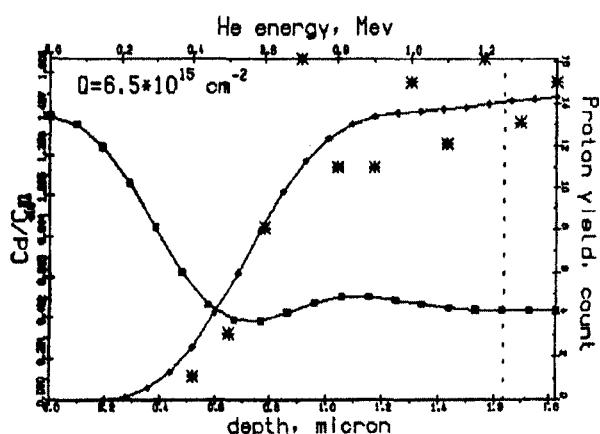


Рис. 5. Профиль распределения дейтерия, имплантированного с энергией 6 кэВ при  $T_{\text{комн}}$  в цирконии до дозы  $7 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-2}$  и отожженного при  $T=1200$  К.

При отжиге в интервале температур 680-950 К появляются и исчезают два кольца, диаметры которых меньше диаметра кольца (100) Zr. По нашему мнению, эти кольца могут быть идентифицированы как рефлексы нестабильной в данных условиях фазы ZrO<sub>2</sub> – вычисленные по ЭГ значения межплоскостных расстояний близки к межплоскостным расстояниям  $d=3,69$  Å и  $d=3,19$  Å, характерным для этой структуры.

Необходимо отметить, что температурная область исчезновения фаз, индуцированных имплантацией дейтерия в Zr при комнатной температуре, полностью совпадает с температурным интервалом пика ТД дейтерия. Это дает возможность предположить, что энергия активации десорбции D<sub>2</sub> из циркония характеризует, в основном, процесс разрыва гидридных фаз ZrD и ZrD<sub>2</sub>.

**Выводы.** Изучено накопление и термодесорбция дейтерия из Zr, имплантированного ионами с энергией 12 кэВ до доз от  $5 \cdot 10^{16}$  до  $2 \cdot 10^{18} D_2^+ \text{ см}^{-2}$ .

Проведено исследование газовыделения дейтерия из Zr в процессе линейного повышения температуры образцов ( $a=5,4 \text{ K} \cdot \text{с}^{-1}$ ) в области температур 300-1500 К. Показано, что процесс дегазации насыщенного дейтерием циркония происходит в области температур 700-1200 К. Спектр ТД состоит из одного пика с  $T_m \sim 1100$  К. Определены параметры десорбции дейтерия в этом пике. Показано, что его можно описать кинетическим уравнением следующего вида:

$$\frac{dn}{dt} = 5 \cdot 10^6 \cdot (n_0 - n) \cdot \exp\left(-\frac{2.4 \text{ eV}}{kT}\right)$$

С помощью электронно-микроскопических исследований показано, что облучение Zr до доз выше  $3 \cdot 10^{17} D_2^+ \text{ см}^{-2}$  приводит к формированию в имплантированном слое фаз, идентифицируемых как гидриды ZrD и ZrD<sub>2</sub>. Распад гидридов происходит в интервале температур отжига 450-1200 К.

Поскольку температурный интервал пика газовыделения полностью совпадает с установленным температурным интервалом деградации радиационно индуцированных фаз ZrD и ZrD<sub>2</sub>, сделан вывод, что полученное значение энергии активации  $E=2,4$  эВ является эффективным значением, характер-

ризующим процесс разрыва гидридов, движение атомов в решетке металла и его десорбцию путем рекомбинации на поверхности образца.

#### Библиографический список

1. Гидриды металлов / Под ред. В. Мюллера, Д. Блэкленджа и Дж. Либовица. – М.: Атомиздат, 1973.– 432 с.
2. Максимов Е.Г., Панкратов О.Л. Водород в металлах // УФН. – 1975.– Т.116.–Вып.3.– С.385-412.
3. Redhead P.A. Thermal desorption of gases // Vacuum. – 1962. – V. 12. – №3. – РР. 203-211.
4. Жуков А.И., Толстолуцкая Г.Д., Рыбалко В.Ф. и др. Определение профиля залеганиядейтерия в материалах по выходу продуктов ядерных реакций // ВАНТ. Сер. ФРП и РМ. – 1992. – Вып. 1(58). – 2(59). – С. 133-135.
5. Шарапов В.М., Захаров А.П. Особенности проникновения водорода через молибден в условиях тлеющего разряда // ЖТФ. – 1976. – Т.46. – №3. – С.611-614.
6. Scherzer B.M.V., Borgesen P. Do H-SIA complexes interact with implanted He in Mo., Rad. Eff. Lett., 1983. – V. 76(5). – РР. 169-172.
7. Кирюхин Н.М., Мчедлов-Петросян П.О., Слезов В.В. О диффузии водорода под облучением, индуцированном междуузельными атомами // ВАНТ. Сер. ФРП и РМ.– 1989.– Вып. 3(50) . – С.23-27.
8. Огородникова О.В., Писарев А.А. Расчет проницаемости ионно-внедренного водорода через металлы // Известия РАН. Сер. физич. – 1996.– Т.60.– N7.– С.143-151.

УДК 621.039

### ОСНОВНЫЕ РАДИАЦИОННЫЕ ДЕФЕКТЫ И ДИФФУЗИЯ В СПЛАВАХ

*А.М.Паршин, Р.Н.Кикичев, Н.Б.Кириллов, И.Е.Колосов,  
М.И.Криворук, О.В.Николаева, А.П.Петкова*

г. С.-Петербург, С.-Петербургский государственный технический университет

Равновесные и надравновесные ваканции (закалка металла от высокой температуры, радиационное облучение) имеют определяющее влияние на процессы самодиффузии и диффузии металлов. В условиях радиационного облучения в каждый момент времени образуется практически одинаковое надравновесное количество междуузельных атомов и вакансий. В результате слияния точечных радиационных дефектов в кристалле могут образовываться их скопления, кластеры. При росте вакансационные скопления (вакансия, бивакансия и т. д.) превращаются в поры. Сферические поры могут захлопываться, в итоге различных преобразований они переходят в дислокационные петли вакансационного типа.

Подобно вакансиям могут конденсироваться и междуузельные атомы, которые непосредственно образуют дополнительные экстраплоскости, ограниченные краевыми дислокациями. Вырастая до определенных размеров, петли могут взаимодействовать друг с другом, образуя дислокационную сетку.

Описанные простые и сложные дефекты радиационного происхождения ускоряют

диффузионные процессы, способствуют их протеканию при более низких температурах, интенсифицируют спад твердых растворов с образованием карбидных, нитридных и интерметаллических избыточных фаз. Это дает основание говорить о стимулировании структурно-фазовых превращений при облучении сталей и сплавов. Но, по мнению авторов, радиационная повреждаемость многофакторна и оказывает большее, чем рассмотрено выше, влияние на протекание диффузионных процессов в облученных материалах. Основное внимание следует уделить влиянию радиационного воздействия на температурно-временные факторы, определяющие работоспособность изделий в условиях облучения.

Рассмотрению этих вопросов и будет посвящена настоящая работа. Ниже приводятся основные доводы в подтверждение выдвинутой концепции.

1. Диффузия происходит в направлении падения концентрации вещества и приводит к ее выравниванию по объему, т. е. к выравниванию химического потенциала. В твердом теле могут одновременно действовать несколько механизмов диффузии: обмен