PWRで中性子照射された冷間加工 316 ステンレス鋼のスエリング

Swelling in Cold-worked 316 Stainless Steels irradiated in a PWR

福谷 耕司 (Koji Fukuya)* 藤井 克彦 (Katsuhiko Fujii)*

要約 PWR 炉内で 290 ~ 320 の温度で1~53dpa の中性子照射を受けた冷間加工 316 ステン レス鋼のミクロ組織を高分解能透過型電子顕微鏡で詳細に観察し,3dpa 以上の照射量で直径約 1nm の極めて微細なキャビティが一様に生成していることを確認した.53dpa においてもこのキ ャビティはほとんど変化せず,スエリング量は最大でも 0.042% であり極めてわずかであること が確認された.このキャビティは形状と含まれているヘリウム原子数等からヘリウムバブルと判 断された.密度とサイズは文献等に報告された材料試験炉照射のものとほぼ同等であり, He/dpa の高い照射環境に共通するものであること,FBR で報告されているボイトとは異なるこ とが確認された.さらに,キャビティの成長に関する反応速度論モデルと測定したキャビティデ ータを用いてモデル計算を行い,スエリングが急速に増加する照射量は 80dpa 以上と推定された.

キーワード PWR,中性子照射,スエリング,ステンレス鋼,バブル,透過型電子顕微鏡

Abstract Swelling behavior in a cold-worked 316 stainless steel irradiated up to 53 dpa in a PWR at 290 - 320 was examined using high resolution transmission electron microscopy. Small cavities with the average diameter of 1nm were observed in the samples irradiated to doses above 3 dpa. The average diameter did not increase with increasing in dose. The maximum swelling was as low as 0.042 %. The measured helium content and the cavity morphology led to the conclusion that the cavities were helium bubbles. A comparison of the observed cavity microstructure with data from FBR, HFIR and ATR irradiation showed that the cavity structure in PWR at 320 or less was similar to those in HFIR and ATR irradiation but quite different from those in FBR condition. From a calculation based on the cavity data and kinetic models the incubation dose of swelling was estimated to be higher than 80dpa in the present irradiation condition.

Keywords PWR, Neutron Irradiation, Swelling, Stainless Steel, Bubble, Transmission Electron Microscopy

1.はじめに

ステンレス鋼が高温で高速中性子照射を受けると ボイドやキャビティと呼ばれる空孔集合体が形成さ れ,スエリング(体積膨張)を生ずることが知られ ている.高速増殖炉(FBR)や核融合炉の炉心構造 物のように使用温度が500 以上で照射量が高い場 合にはスエリング量が10%を越える大きなものと なることが知られている.PWR に関しては, Garner らが370 以上でのFBR 照射データに基い て,PWR のステンレス鋼製炉内構造物においても 寿命末期の数10dpa の照射量になると比較的大き なスエリングが発生するとの予測を行っている⁽¹⁾⁽²⁾. 大きなスエリングが発生した場合には炉内構造物を 締結するボルトに応力が加わり,照射誘起応力腐食 割れ(IASCC)を誘引すると考えられている.

^{*(}株)原子力安全システム研究所 技術システム研究所

我々は、このスエリング現象を的確に把握するた め、実際に PWR の炉内で使用された材料を用いた 研究を進めている.すでに、320 の温度で 35dpa まで照射された 316 ステンレス鋼について詳細な観 察を行い、スエリング量は約 0.02% と極めて小さ いことを確認している⁽³⁾.また、Foster らも同様な 実機材の分析を行いやはり低いスエリング量である ことを報告している⁽⁴⁾.しかしながら、高経年化に むけてより高照射量でのスエリング量を的確に予測 することが求められており、さらに高照射量のデー タを採取すること、照射量による変化を調べ将来の 挙動を予測することが重要となっている.

本研究では,キャビティ等のミクロ組織変化とス エリング量の中性子照射量依存性を明らかにするこ とを目的に,国内 PWR でより高い照射量まで照射 されたシンプルチューブのミクロ組織を詳細に調べ た.また,文献データとの比較により PWR 環境で のスエリングの特徴を把握するとともに,簡易モデ ルによりスエリング挙動の予測を試みた.

2. 試験方法

2.1 供試材

本研究に使用したステンレス鋼は,国内 PWRの 炉内で使用された冷間加工 316 ステンレス鋼製の炉 内計装用シンブルチューブの一部を採取したもので ある.シンブルチューブは外径7.6 内径5.1 の 薄肉管であり,約15%の最終冷間加工により製造 されている.材料組成を表1に示す.本研究では, 炉内に 13EFPY (100% 出力換算年数) 置かれたシ ンブルチューブを対象として観察を実施した.なお, 前報⁽³⁾の 35dpa 照射のシンブルチューブは同一 PWR 内に 9EFPY 置かれたものである.シンブルチュー ブは燃料集合体の中心部に挿入されて使用されてお り, 炉心高さ方向に高速中性子照射量と温度の分布 をもつ.採取位置を変えることにより,前報と合わ せ照射量の異なる8条件のデータを採取した.照射 量は1~53dpa,損傷速度は2.0×10⁻⁹~1.3×10⁻⁷ dpa/s 照射温度は 290 ~ 320 の範囲である.

|--|

С	Si	Mn	Р	S	Ni	Cr	Mo	Fe
0.040	0.62	1.63	0.022	0.006	12.61	16.94	2.22	balance

2.2 組織観察方法

ミクロ組織の観察は透過型電子顕微鏡 HF-2000 を用い加速電圧 200kV で実施した.観察用試料は 以下のように作製した.シンブルチューブを長さ 10 に切断し,板厚のほぼ中心部から厚さ0.5 の 薄片を精密切断機で採取した.この薄片を機械研磨 で0.1 厚さに仕上げ,直径3 の円板を打抜いた. さらに 5% 過塩素酸+酢酸溶液中で電解ジェット研 磨を行い,観察用の薄膜試料とした.

2.3 ヘリウム・水素分析

試料に含まれているガス成分としてヘリウムと水 素を測定した.分析用試料はシンブルチューブより 切り出した約100mgの微小ブロックであり,1200 まで加熱し,放出ガス成分を質量分析法により測定 した.

3. 結果

3.1 転位組織

図1には転位成分の暗視野像の例を示す.照射前 には冷間加工により導入された転位網が一面に形成 されていたが,照射材ではこれらの転位網はほとん ど認められず,微細な転位ループが一様に形成され ているのが観察された.表2には定量測定を行った 35 および 53dpa の時の転位密度を示す.この照射 量領域では転位ループの成長と生成が継続している ことが確認された.

表2 転位ループデータのまとめ

照射量 (dpa)	損傷速度 (dpa/s)	温度 ()	平均直径 (nm)	数密度 (m⁻³)
35	1.1×10^{-7}	310	10.2	4.0×10^{22}
35	1.1×10^{-7}	310	11.0	5.7×10^{22}
53	1.3×10^{-7}	300	15.1	9.3×10^{22}





3.2 キャビティ

図 2 には 53dpa 照射材のキャビティのアンダー フォーカス像とオーバーフォーカス像の例を示す. キャビティは 53dpa の高照射量でも 2nm 以下であ り極めて微細である.このような微細なキャビティ に対して以下のような手順によりサイズと密度の定 量データを得た.

密度の決定には観察領域の試料厚さの決定が重要 であるが,極めて微細なキャビティの観察には試料 の厚さが非常に薄い必要があるため,等厚干渉縞を 用いることが困難である.このため,本研究では, ステレオ法により決定した観察試料内のキャビティ 分布から試料厚さを求める方法で決定した.図3に キャビティ分布測定の例を示す.また,表3には3 ヶ所の観察領域について,それぞれ試料の厚さの異 なる3領域で密度を決定した例を示す.この場合に は合計9ヶ所の測定から平均値として密度を決定した.





20nm



図2 53dpa 照射材のキャビティ像 (矢印は代表的像を示す)

キャビティ直径の決定には,フォーカスのあった 状態で観察する必要があるが,そのような状態では 微細なキャビティの同定が困難となる.このため, フォーカスを連続的に変化させながら同一キャビテ ィの直径を測定し,フォーカス位置とみかけの直径 の関係から補正係数を求めた.図4に20個のキャ ビティについてのフォーカス量と見かけの直径の関 係を示す.この図から,通常観察を行う-1200nm のフォーカス位置で得られる直径は,補正係数0.5 を乗ずることによりフォーカス位置0nm での本来 のキャビティ直径に換算可能である.図5は上記の

表3 キャビティ密度の測定例(320 28dpa 照射材)

		測定1		平均密度
試料厚さ(nm)	10.2 - 24.1	24.1 - 33.3	33.3 - 42.7	
密度(m ⁻³)	10.8×10^{23}	9.9×10^{23}	8.0×10^{23}	
		測定2		
試料厚さ(nm)	15.2 - 28.0	28.0 - 36.5	36.5 - 45.4	0.4×10^{23} m ⁻³
密度(m ⁻³)	8.6×10^{23}	8.8×10^{23}	7.4×10^{23}	9.4×10 (III °)
		測定3		
試料厚さ(nm)	14.8 - 22.0	22.0 - 26.8	26.8 - 31.8	
密度(m ⁻³)	10.1×10^{23}	11.6×10^{23}	10.4×10^{23}	



図4 焦点位置とみかけのキャビティ直径の関係



図 5 53dpa 照射材中のキャビティのサイズ分布

方法で決定した 53dpa 照射材でのキャビティのサ イズ分布を示す.

表4は以上のような方法で決定したキャビティの 平均直径と密度,およびそれらの値から計算したス エリング量を,照射条件とともにまとめたものであ る.図6はスエリング量の照射量依存性を示す.照 射量に関してみると,キャビティは3dpa以上から 観察されること,平均直径は53dpaでも約1nmで ありほとんど差はないことがわかった.また,密度 は3~9×10²³m⁻³の範囲でばらついているが,測 定精度からみてこの程度のばらつきは意味がないと 判断され,増加する傾向はないと考えられる.スエ リング量は0.015~0.042%の範囲で極めて小さく, 照射量による変化は非常に小さいことが確認され た.

表4 キャビティとスエリングデータのまとめ

照射量 (dpa)	損傷速度 (dpa/s)	温度 ()	平均直径 (nm)	数密度 (m⁻³)	スエリング量 (%)
1	2.0×10^{-9}	290	none	none	none
3	8.0×10^{-9}	290	0.94	3.6×10^{23}	0.015
10	2.6×10^{-8}	320	0.92	5.0×10^{23}	0.020
28	6.9×10^{-8}	320	0.95	9.4×10^{23}	0.042
31	7.6×10^{-8}	290	1.01	6.9×10^{23}	0.038
33	8.2×10^{-8}	320	1.04	3.1×10^{23}	0.018
35	1.1×10^{-7}	310	0.94	3.8×10^{23}	0.016
35	1.1×10^{-7}	310	0.96	4.2×10^{23}	0.020
35	1.1×10^{-7}	310	0.98	3.8×10^{23}	0.019
53	1.3×10^{-7}	300	1.05	5.8×10^{23}	0.036



図6 スエリング量の dpa 依存性

3.3 ヘリウムおよび水素の分析

表5にヘリウムと水素分析の結果を示す.また, 図7にそれらの照射量依存性について測定値と計算 値を示す.計算にはシンプル各位置の中性子スペク



表5 ヘリウムおよび水素の含有量測定結果

照射量 (dpa)	ヘリウム量 (appm)	He/dpa (appm/dpa)	水素量 (appm)
0.7	12	17	421
4	89	22	471
12	135	11	472
29	218	8	210
34	268	8	304
35	294	8	166
53	486	9	488

トル計算値を使用し, ヘリウムと水素生成に関わる 断面積には ENDF/B-VI を使用した. ヘリウム量は 炉心領域ないし極近傍から得られた 29dpa 以上の 照射量の試料については計算値と測定値はよく一致 し, He/dpa は約8となっている. 燃料領域外の低 照射量では一致がよくないが, この領域では熱中性 子の割合が大きく計算精度がよくないためである. 一方,水素生成量は炉心高さ位置にかかわらず計算 値と一致せず,しかも照射量との関係もほとんどな い.このことは,水素は核反応による生成以外に, 材料からの放出や腐食等による生成水素の吸収が影 響しているためと考えられる.

4. 考察

4.1 キャビティの性質

本研究で観察されたキャビティはすべて球状であ り,この形状は表面エネルギーと内圧がバランスし ているバブルの特徴である.一般に高温で生成され るボイドは,熱平衡状態であり表面エネルギーの低 い結晶面からなる多角形を取る.したがって,観察 された全てのキャビティは形態的にはバブルである と判断できる.

図8は平均直径をもつキャビティ内に含まれる空 孔数 n_vと,測定したヘリウムが全てキャビティに 分配されていると仮定して求めたヘリウム原子数 m_{He}の関係を示す.最小2乗法でフィッティングす ると

$$n_{\nu} = 0.859 m_{He}^{1.076} \tag{1}$$

の関係が得られる.空孔数とヘリウム原子数はほぼ 比例関係にあり,照射温度や損傷速度の影響はほと んどない.このことは観察されたキャビティが内圧 と表面エネルギーが平衡する状態にあることを示し ている.

以上から, PWR で 320 以下で照射された場合 に生成するキャビティは 53dpa の高照射量でもへ リウムバブルであることが確認される.



図 8 キャビテイ内の空孔数 *n_v* とへリウム原子数 *m_{He}* の関係

4.2 他の照射環境でのキャビティとの比較

本研究で観察された PWR 環境でのキャビテイの 特徴を把握するため,文献⁽⁵⁾⁻⁽¹⁶⁾に報告された FBR (米国の EBR-II, ロシアの BOR 等), HFIR (米国 の研究炉), ATR (米国の材料試験炉)等で 400 以下の低温域で照射された 304,316 類似組成のステ ンレス鋼のデータとの比較を行った.図9は,キャ



図 9 キャビティの直径・密度およびスエリング 量についての文献データとの比較

ビティの直径,密度およびスエリングを照射量 dpa に対してプロットして比較したものである.図から 明らかなように,数10dpa でも直径3nm以下で 1 × 10¹⁷ cm⁻³ 以上の高密度のキャビティが生成する 場合と,低照射量で10nm 程度に成長し密度が5× 10¹⁵cm⁻³以下と低いキャビティが生成する場合に明 瞭に区別される.本研究で観察されたキャビティは, 前者の場合の HFIR の 300, 400 照射データ^{(8)~(11)}お よび ATR の 350 照射データ⁽¹⁶⁾と類似しているこ とが明らかである.成長した低密度ボイドが形成さ れるのは FBR 照射データの場合である.キャビテ イ構造に大きな影響を与える He/dpa (ヘリウム生 成速度 appm/s と損傷速度 dpa/s の比)の観点で見 ると,本研究も含めた PWR のデータは 8 ~ 30, HFIR は 30~75, ATR は約10である. FBR につい ては明記されていないが,照射研究によく使用され る EBR-II では約 0.1 である. 従って,本研究の照 射温度が 320 以下, He/dpa が 8 以上という照射 環境は,多量のヘリウムのため極めて微細なヘリウ ムバブルが生成し, 50dpa 程度までバブルがほとん ど成長せずに存在する環境であることが他の中性子 照射データからも裏づけられた.スエリング量も FBR の場合よりも一桁程度低くなっている. HFIR では照射温度が400 でも300 の場合とほぼ同様 に微細で高密度のバブルが生成しており, PWR で は350 程度のより高温度でも高密度の微細バブル の構造をもつことが推定されるが,今後データで確 認していく必要がある.

4.3 スエリング量の予測

スエリングは,照射初期に空孔とヘリウムが集合 してバブルを生成し,ヘリウムと空孔を吸収しなが らゆっくりと成長する期間(潜伏期),あるサイズ にまで成長し過飽和空孔を吸収してボイドとなり急 速に成長する期間(定常スエリング期)がある.ま た,徐々に潜伏期から定常スエリング期に移行する 期間(遷移期)をもつ.本研究で観察されたキャビ ティは潜伏期のヘリウムバブルであるので,将来の スエリングを予測するためには,バブル-ボイド変 換が起こり定常スエリングが始まる時期を予測する ことが必要である.以下では本研究の最大照射量 53dpa でのキャビティを対象に定常スエリングに移 行する時期を速度論的モデルにより推定した.

4.3.1 キャビティ成長のモデル

速度論的モデルでは,キャビティの成長速度は次 の式で表される.

$$\frac{dr}{dt} = \frac{1}{r} \left(D_v C_v - D_i C_i - D_v C_v^c \right)$$
(2)

ここで r はキャビティ半径, *D*, *C* はそれぞれ点欠陥の易動度と原子濃度, *v*, *i* はそれぞれ空孔と格子間原子を示す.*C*^c_vはキャビティ表面近傍での平衡空孔濃度であり次式で表される.

$$C_{v}^{c} = C_{v}^{e} \exp\left[\frac{2}{kT}\left(\frac{2}{r} - P\right)\right]$$
(3)

ここで, C_v^c は熱平衡空孔濃度, は原子体積, は表面自由エネルギー,Pは内圧,Kはボルツマン 係数,Tは絶対温度である.内圧Pは剛体球モデル を用いて,ヘリウム原子数を m_{He} ,キャビティ体積 をV,ヘリウム剛体球直径をdとして,

$$P = \frac{m_{He}kT}{V} \frac{1+z+z^2-z^3}{(1-z)^3}$$
(4)

ただし,

$$z = \frac{m_{He}d^3}{6V}$$

で表される.

上記の式を用いると、キャビティの成長過程をキャビテイ内の空孔数とヘリウム原子数の関係で表す ことができる.図10は概念的にその関係を示した ものである.Nodal line はキャビテイの成長、収縮 のいずれも生じない条件である.この線より上側で はキャビティは空孔を吸収して成長可能である.下 側ではキャビティはヘリウムを吸収して平衡バブル として Nodal line に沿って成長し、Nodal line を越 える数のヘリウムを吸収すると不安定成長を始め る.その時のヘリウム原子数をバブル - ボイド変換 が起こるの臨界ヘリウム原子数と呼ぶ.

したがって,本研究の照射環境で不安定成長が始

まり定常スエリングに移行する照射量を推定するためには,

- ・初期条件として,53dpa で観察されたバブルの直 径とバブルに含まれるヘリウム原子数,
- ・本研究の照射条件における臨界へリウム原子数,
- ・本研究の照射条件におけるバブルへのヘリウム原 子蓄積速度,

を計算する必要がある.



図 10 キャビティ中の空孔数とヘリウム原子数で 表したキャビティの成長挙動

4.3.2 バブル内のヘリウム原子数

本研究で照射量 53dpa で観察されたバブルは平均 直径 1.04nm で 5.82 × 10³²m⁻³の密度である.バブル はサイズ分布をもっており,その一部がボイドに変 換して成長を始めることで巨視的な定常スエリング がおこると考えられる.HFIR 等での知見から,サ イズ分布の内大きい方の 20 ~ 30% がボイドに変化 した場合に定常スエリングがおこると考えることが できる.これに対応するバブル直径は約 1.2nm で あり,このバブルには 79 個の空孔と,(1)式より 67 個のヘリウム原子数が含まれている.この条件 を初期バブルとする.

4.3.3 臨界ヘリウム原子数

臨界ヘリウム原子数 m_{He}^{*} は(1)~(3) 式を解くこ とにより得られるが,空孔濃度 C_i と格子間原子濃 度 C_v を決定するためには転位やキャビティの空孔 と格子間原子に対するシンク強度の推定が必要であ る.特に重要なパラメータは,転位ループのバイア スとカスケード空孔クラスタの中性子シンク強度で ある.前者のバイアスについてはこれまでの多くの 研究から 1.05 ~ 1.4 の範囲にある.後者の中性シン ク強度は 1 ~ 4 × 10¹⁶m⁻²を採用した.また,損傷速 度は高照射量データの範囲として,0.7~1.3 × 10⁻⁷ dpa/s である.図 11 は臨界へリウム原子数に対す る,転位ループバイアス,中性子シンク強度,損傷 速度の影響を示したものである.臨界へリウム原子 数は,転位ループバイアスと損傷速度が最大で中性 子シンク強度が最小の時に最小となり, m_{He}^* = 147 が得られる.また,中間的な値として m_{He}^* = 310 が 得られる.



図 11 臨界ヘリウム原子数に対する転位ループバ イアス,損傷速度,中性シンク強度(Sn) の影響

4.3.4 平衡バブルへのヘリウム原子蓄積速度

材料内で生成したヘリウムが最終的に全てキャビ ティに捕獲されると仮定すると,対象としているバ ブル1個のヘリウム原子蓄積速度は,ヘリウム生成 速度 $G_{H\ell}$ (appmHe/dpa)と,当該バブルのシンク強 度と全バブル(平均直径r,密度 N_c)のシンク強度 の比の積により,

$$\frac{dm_{He}}{dt} = G_{He} \frac{r}{\bar{r}N_{e}}$$
(5)

で与えられる.バブル体積と空孔数の関係である,

$$\frac{4}{3} \quad \overline{r}^3 = \overline{n}_v \quad , \quad \frac{4}{3} \quad r^3 = n_v$$

を用い,さらに(1)式の関係を用いると,

$$\frac{dm_{He}}{dt} = \frac{G_{He}}{N_c} \left[\left(\frac{m_{He}}{\overline{m}_{He}} \right)^{1.076} \right]^{1/3}$$
(6)

1 /0

が得られる.バブルあたりの平均へリウム原子数 *m_{He}*は,

$$\overline{m}_{He} = \frac{G_{He} \cdot dpa \cdot 10^{\cdot 6}}{N_c} \tag{7}$$

であるので,

$$\frac{dm_{He}}{dt} = \frac{G_{He}}{N_c} \left[\left(\frac{m_{He} N_c}{G_{He} \cdot dpa \cdot 10^{\cdot 6}} \right)^{1.076} \right]^{1/3}$$
(8)

が得られる.

4.3.5 計算結果

図 12 は(8)式に基いてバブル内のヘリウム原子 数の変化を計算し,臨界ヘリウム原子数を越える照 射量を求めたものである.最小の場合で約87dpa, 中間的な場合で約157dpaで不安定成長が開始され



図 12 バブル中のヘリウム原子数の変化と臨界へ リウム原子数到達照射量

ると推定される.したがって,320 以下で照射を 継続した場合には,少なくとも80dpaまではバブ ルの成長による潜伏期が継続され,スエリング量の 低い状態である推定される.

このようなモデルにより外挿した評価を行うに は,測定データが重要であり,照射温度やHe/dpa の効果についても現実に近い照射データが重要であ る.

5. 結論

PWR 炉内で 320 以下の温度で最大 53dpa まで 照射された冷間加工 316 ステンレス鋼について,詳 細なミクロ組織観察を行ない,以下の結果を得た.

- (1)3dpa 以上で直径約 1nm の微細なキャビティの 均一な発生が認められた.このキャビティはバブ ルであり 53dpa でもほとんど成長せず顕著な密 度増加も示さないことがわかった.
- (2) スエリング量は最大でも 0.042% と極めて小さ い値であり,不安定成長による定常スエリングへ の移行は起こっていないことが確認された.
- (3) 文献データとの比較を行った結果, 観察された キャビティのサイズ, 密度は HFIR や ATR 照射 のものと類似し, 本研究の照射条件は高密度の微 細バブルを形成するヘリウム生成量の高い照射環 境と一致するものであることがわかった.
- (4) キャビティ成長に関する反応速度論モデルによ り高照射量の成長を評価したところ,不安定成長 が始まる照射量は少なくとも 80dpa 以上と推定 された.

謝辞

モデル計算については京都大学エネルギー理工学 研究所香山晃教授,加藤雄大助教授のご指導をいた だいた.また,電子顕微鏡観察については日本核燃 料開発㈱のご協力をいただいた.記して感謝の意を 表する.

文献

 F.A.Garner, L.R.Greenwood, D.L.Harrod, 6th Int. Symp. on Environmental Degradation of Materials in Nuclear Power Systems-Water Reactors, San Diego, CA, USA, August 1-5, 783, (1993).

- (2) F.A.Garner, Trans. Am. Nucl. Soc. 71, 190, (1994).
- (3) 古谷,小西, INSS Journal, 7, 12, (2000).
- (4) J.P.Foster, D.L.Porter, D.L.Harrod, T.R.Mager, M.G.Burke, J. Nucl. Mater. 224, 207, (1995).
- (5) F.A.Garner, S.I.Porollo, A.N.Vorobjev, Yu.V.Konobeev, A.M.Dvoroashin, V.M.Krigan, N.I.Budylkin, E.G.Mironova, Proceedings of Fontevraud IV: Contributions of Materials Investigation to the Resolution of Problems Encountered in Pressurized Water Reactors, French Nuclear Energy society, 249, (1998).
- (6) F.A.Garner, M.B.Toloczko, S.I.Porollo, 8th Int. Symp. on Environmental Degradation of Materials in Nuclear Power Systems-Water Reactors, Amelia Island, FL, USA, August 10-14, 839,(1997).
- S.I.Porollo, A.N.Vorobjev, Yu.V.Konobeev,
 A.M.Dvoroashin, V.M.Krigan, N.I.Budylkin,
 E.G.Mironova, F.A.Garner, J. Nucl. Mater. 258-263, 1613, (1998)
- (8) S.Hamada, M.Suzuki, P.J.Maziasz, A.Hishinuma, M.P.Tanaka, Effects of Radiation on Materials:14th Inter. Symp. ASTM STP 1046, 172, (1988).
- (9) S.Hamada, P.J.Maziasz, M.P.Tanaka, M.Suzuki,A.Hishinuma, J. Nucl. Mater. 155-157, 838, (1988).
- (10) D.F.Pedraza, P.J.Maziasz, Effects of Radiation on Materials:13th Inter. Symp. ASTM STP 955, 161, (1988).
- (11) P.J.Maziasz, J. Nucl. Mater. 200, 90, (1993).
- (12) J.O.Stiegler, E.E.Bloom, J. Nucl. Mater. 33, 173, (1969).
- (13) R.Carlander, S.D.Harkness, F.L.Yaggee, Nucl. Applications & Technology, 7, 67, (1969).
- (14) E.E.Bloom, Radiation-Induced Voids in Metals,J.W.Corbett and L.C.Ianniello, Eds. 1-30, (1972).
- (15) J.L.Staalsund, H.R.Brager, J. J. Holmes, Radiation-Induced Voids in Metals, J.W.Corbett and L.C.Ianniello, Eds. 142-155, (1972).
- (16) L.E.Thomas, J.M.Beeston, J. Nucl. Mater. 107, 159, (1982).

- (17) R.E.Stoller, G.R.Odette, J. Nucl. Mater. 141-143, 647, (1986).
- (18) Y.Katoh, R.E.Stoller, Y.Kohno and A.Kohyama,J. Nucl. Mater. 210, 290, (1994).