九州大学学術情報リポジトリ Kyushu University Institutional Repository

RF-放電重水素プラズマの解離度測定とニッケル膜中のプラズマ駆動透過の律速過程

杉崎, 昌和 九州大学大学院総合理工学研究科材料開発工学専攻

中村, 博文 九州大学大学院総合理工学研究科応用原子核工学専攻:日本原子力研究所

波多野, 雄治 九州大学大学院総合理工学研究科材料開発工学専攻

https://doi.org/10.15017/17190

出版情報:九州大学大学院総合理工学報告.12(2), pp.169-174, 1990-09-01.九州大学大学院総合理工 学研究科 バージョン: 権利関係:

RF-放電重水素プラズマの解離度測定とニッケル膜中の プラズマ駆動透過の律速過程

杉 崎 昌 和*・中 村 博 文**・波多野 雄 治* (平成2年5月31日 受理)

Measurement of Dissociation Rate of RF-Discharged Deuterium Plasma and Rate-Determining Processes of Plasma-Driven Permeation Through Nickel Membrane

Masayasu SUGISAKI, Hirofumi NAKAMURA, and Yuji HATANO

The transient permeation flux of deuterium through nickel membrane was measured in a temperature region from 373K to 773K by use of the RF-discharged deuterium plasma. The experimental results were analysed by the diffusion-controlled model and it was concluded that the permeation rate of the plasma driven permeation under the present experimental conditions was controlled by the diffusion process at temperatures below 480K and by the surface recombination process at temperatures above 480K.

The significantly enhanced permeation flux observed in our study was ascribed to the fact that neutral deuterium atoms impinging onto the specimen surface have a larger dissolution rate than that of the deuterium molecules by the order of 10^7 .

1. 緒 言

トカマク型核融合炉の炉心材料における燃料粒子リ サイクリング、トリチウムインベントリーに関する 種々の特性を解明するため、プラズマ駆動透過の研究 が多数の研究者により行われている1)-19).我々はこの プラズマ駆動透過の機構を解明するため、RF 放電に より水素同位体のプラズマを生成し、ニッケル膜中の 透過挙動を調べてきた20). その結果,通常のガス状態 に比べ放電下では透過流量が著しく増大し、この増大 が主にプラズマ中に存在する中性原子と電子の寄与に よるものである事を明らかにした、また、プラズマ状 態とガス状態では透過流量の試料温度依存性に違いが みられ、ガス駆動透過の活性化エネルギーは 523~ 773K の範囲で 52kJ/mol であり、プラズマ駆動透過 の活性化エネルギーは 473~773K では 15kJ/mol, 373 ~473K では 45kJ/mol であった. さらに, これらの 活性化エネルギーを用いて透過の律速過程を解析した 結果、ガス駆動透過の場合の律速過程は拡散であると

*材料開発工学専攻

**工学研究科応用原子核工学専攻修士課程 (現在日本原子力研究所) の結論を得た.しかしプラズマ駆動透過の場合については律速過程を明らかにするには至っていなかった.

そこで,本報告では,まず放電開始後の過渡状態に おける透過流量の時間変化を測定し,その結果を解析 することによりプラズマ駆動透過の律速過程について 議論する.次に,解離度を測定し,得られた結果と律速 過程の解析結果を用いて重水素分子と重水素原子のニ ッケル膜表面での挙動の違いについて詳しく議論する.

実験および結果

2.1 プラズマ駆動透過の過渡状態の測定

ニッケル膜試料(厚さ 30 µm と 60 µm の 2 種類を 使用した)を電解研磨した後,前報で報告した透過実 験装置に装着し,測定を行う温度まで加熱した.次に, 試料膜の上流側の放電管部分に 0.2torr の重水素ガス を導入した.重水素ガスは少量ずつ油回転ボンプで排 気されると同時に供給され,放電管内が常に新鮮な重 水素ガスで満たされるようにした.この状態で先ず試 料膜表面の放電洗浄を行った.この放電洗浄は,透過 スパイクの原因となる試料膜表面に吸着している不純 物を取り去るためのものである.充分放電洗浄を行い, 透過スパイクが観測されなくなったら,一旦放電を止 め,透過流量がガス駆動透過の値に戻った時点で直ち に放電を開始し,透過流量の時間依存性を測定した. 実験は試料温度 373~773K の範囲で行った.

2.2 拡散係数の決定

透過が試料膜中の拡散過程により律速されている場 合,放電開始とともに試料膜中に徐々に重水素の濃度 分布が形成され,最終的に定常分布が達成される.こ の濃度分布の時間変化は1次元の拡散方程式の解によ り与えられる.拡散方程式を解く際次のようないくつ かの状況を仮定した.(i)放電下での透過流量は放電 しない状態での透過流量に比べ著しく大きいので,放 電開始前の試料中の水素濃度は無視できる.(ii)上流 側表面での水素濃度は放電開始とともに直ちに一定と なり,その後拡散の進行と共に変化しない.(iii)拡散 により下流側表面に到達した重水素は,速やかに気相 中に再放出され,下流側表面濃度は常に零である.

これらの条件下での試料膜中の重水素濃度分布の時 間変化は次式により与えられる.

$$C(X, t) = C_0 \left\{ 1 - \frac{X}{X_0} - \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \sin\left(\frac{n\pi X}{X_0}\right) \exp\left(-D\frac{n^2\pi^2}{X_0^2}t\right) \right\}$$
(1)

ここで、tは時間、X は膜厚方向の距離、 X_0 は膜厚、 C は濃度、 C_0 は上流側表面濃度、D は拡散係数を表 している. 拡散律速の場合、 C_0 は入射粒子束 $a\phi$ (ϕ は上流側表面に衝突する粒子束、aはその衝突し た粒子がニッケル中に溶解する確率)と上流側表面で の再結合係数 (σkr)₁を用いて局所的粒子バランスよ り次式のように表される.

$$C_0 = \sqrt{\frac{\alpha \phi}{2 (\sigma k r)_1}} \tag{2}$$

ここで,表面に入射する粒子の大部分は表面より再放 出され,下流側へ拡散する重水素原子の量は入射する 粒子の内わずかの部分であり,局所的粒子バランスを 考える際無視できると仮定した. 透過流量は,

$$\phi_P(t) = -D(\partial C(t) / \partial X)_{X=X0}$$
(3)

で表されるので(1),(3)式より透過流量の時間依存

性は次式で表される.

$$\phi_{P}(t) = \phi_{P}^{st} \{1+2 \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n} \exp\left(-D \frac{n^{2} \pi^{2}}{X_{0}^{2}} t\right)\}$$
(4)

ここで、 ϕ_{P}^{st} は定常状態における透過流量であり、 (2)、(3) 式より次式で表される.

$$\phi_{P^{st}} = -D \frac{C_0}{X_0} = -\frac{D}{X_0} \cdot \sqrt{\frac{\alpha \phi}{2(\sigma kr)_1}}$$
(5)







Fig. 2 The determined values of the diffusion coefficient of deuterium in nickel. The dashed line represents the values recommended by Völkl and Alefeld.

以上より, 拡散係数 D をパラメータとして(4)式 を実験で得られた過渡状態の透過流量の時間変化にフ ィッティングすることにより拡散係数 D が決定される.

理論式(4)を放電開始後の過渡状態における透過 流量の時間変化にフィッティングした例を,475Kの 場合について Fig. 1 に示す.図にみられるように実 験データは理論式(4)によく従うことがわかる.同 様のフィッティングを他の温度においても試みた結果, 480K以上の温度領域においては実験データを拡散モ デルでは説明できないことがわかった.480K以下の 温度領域における拡散係数を Fig. 2 にまとめてある. 図中の点線は Volkl と Alefeld²¹⁾により,従来の報告 値をもとにして推奨された水素の拡散係数である.本 実験で得られた値は,ほぼ彼らの値に一致しており, 480K以下で透過の律速過程は拡散であると考えるこ とができる.

2.3 解離度の測定

解離度測定に用いた装置の概念図を Fig. 3 に示す. 放電管はパイレクッスガラス製であり,その一端に直 径 0.3mm のオリフィスを有している.このオリフィ スよりプラズマ中の粒子を真空中に抽出し,四重極質 量分析計で分析する.重水素ガスは可変リークバルブ を通して放電管内に導入される一方で,ターボ分子ボ ンプで連続的に排気されており,放電管内に任意の圧 力の重水素ガスの流れを作ることができる.装置の形 状及び大きさは透過実験装置とほぼ同様であり,オリ フィスとプラズマの位置関係は,透過実験装置におけ る試料膜とプラズマとの幾何学的配置と同様になるよ う設計されている.オリフィスと質量分析管の先端と



Fig. 3 Schematic description of the apparatus for measurement of dissociation rate of RFdischarged deuterium gas.

の間にはシャッターが取り付けてあり、これを開閉す ることにより、オリフィスより質量分析管に直接流入 するプラズマ粒子と、質量分析管周辺のバックグラウ ンド粒子とを識別することができる.

粒子抽出法により解離度を測定する場合,解離によ り生成される原子状重水素(M/e=2)の分圧を直接測 定する方法と,解離により減少した重水素分子(M/e =4)の分圧を測定する方法とがあるが,測定系内の 軽水素のバックグラウンドを考慮し,本測定では重水 素分子の分圧の減少量を測定することにより解離度を 求めた.なお,本装置で生成されるプラズマの電離度 は10⁻⁶程度であり,電離による分子の減少は無視でき る.また,質量分析計のイオン化用フィラメントを消 した状態でプラズマ中の荷電粒子のみを分析し, M/e=4に相当するイオンの分圧はほとんどないこと を確認した.測定は,重水素ガス圧 0.03~0.25torr の範囲で, RF 出力 100W で行った.

Fig. 4 に解離度測定の結果の例を、3つの圧力について示す. 図中の RF ON は放電中であることを、 S. C. はシャッターを閉じバックグラウンド測定していることを示す. 質量分析計の出力は,放電開始と共に減少し,放電を停止すると元の出力に回復している. 解離度 d は,放電をした状態と,放電をしない状態での重水素分子の流出量(それぞれの状態での M/e =4 の全出力からバックグラウンドを差し引いた量) から,次式のように求めた.

d= 放電しない状態での流出量-放電下での流出量 放電しない状態での流出量



Fig. 4 Typical examples of the experimental results of dissociation rate of RF-discharged deuterium gas.



Fig. 5 Pressure dependence of dissociation rate of RF-discharged deuterium gas.

求められた解離度の,ガス圧に対する依存性を Fig.5 に示す.図にみられるように解離度は,0.12torr付 近で最大値約16%をとり,前報で報告した透過実験を 行った圧力(0.2torr)では約11%である.

3.考察

3.1 プラズマ駆動透過の律速過程と表面再結合の 活性化エネルギー

前章で述べたように、過渡状態の透過流量の時間依 存性は 480K 以下の温度領域では拡散律速モデルに従 い、480K 以上の温度領域では拡散律速モデルに従わ ないことが解った.また.480K 以下の温度領域で得 られた拡散係数は従来の報告値とほぼ同一の値であっ た.これらの事より、480K 以下の温度領域では透過 は拡散律速であり、480K 以上の温度領域では他の過 程によって律速されていると考えることができる. こ の結果は、前報で報告した定常透過流量のアレニウス プロットの折れ曲がりに相当するものである. すなわ ち、低温側の直線部分が拡散律速の領域に対応するも のであり、高温側の直線部分が他の律速過程に対応す る.この様に、温度領域によって律速過程が変化する 事情は次のように考えることができる、温度が高くな ると拡散が相対的に速くなるため、試料膜中の下流側 表面には大量の重水素が拡散してくる. この時下流側 表面における再結合が充分速く行われないと、透過流 量は表面再結合過程により律速され、下流側表面に拡 散してきた重水素は下流側表面に蓄積されることにな る.

透過が拡散過程により律速されている場合,定常状態における透過流量 $\phi_{P'}$ は(5)式により与えられるので,透過の活性化エネルギー E_P は拡散の活性化エネルギー E_D と上流側表面における再結合の活性化エネルギー E_R を用いて次のように書ける.

$$E_P = E_D - 1/2E_R \tag{7}$$

拡散の活性化エネルギー E_D は本実験において求めら れており,報告値も多数あるので,前報の Fig.5 の プラズマ駆動透過の低温側の直線の勾配より上流側表 面における再結合の活性化エネルギー E_R を求めるこ とができる.この様にして決定された E_R の値を他研 究者によるものと比較して Table 1 に示す.表にみ られるように,本結果も含め報告されている値は正負 両方の値がある上,絶対値も非常にばらつきが大きい. この様な不一致は,試料の表面状態が研究者によって 異なるためであると考えられている.また,理論的に も未だ統一的な見解が得られておらず,正の値をとる という理論と,負の値をとるという理論が提案されて いる.

 Table 1
 Activation energy for recombination of hydrogen on nickel surface.

Researcher	$E_R(kJ/mol)$	ref.
Present Study	-12	
Nagasaki et al.	-23	22
Børgensen et al.	-92	23
Yamaguchi et al.	-29, -9.6	9
Causey et al.	+21	18

Baskes²⁴⁾の理論によれば、ニッケルのように水素 分子が吸熱的に溶解する金属については、再結合の活 性化エネルギー E_R は次式のように表される.

$$E_R = E_D - E_S \tag{8}$$

ここで, E_s は溶解熱で, Eichenauer ら²⁵⁾によって, 14kJ/mol という値が報告されている. 従って, Baskes の理論によれば, E_R は 25kJ/mol (正の値) と なる. 一方, Pick と Sonnenberg²⁶⁾ の理論によれば, E_R は次式で表される. (9)

 $E_R = E_C - 2E_S$

ここで、 E_c は表面上で分子が解離するのに必要な活性化エネルギーである.彼らは、清浄な遷移金属表面では $E_c \approx 0$ であるとしているので、彼らの理論によると $E_R \approx -2E_s$ となり、 E_R は-28kJ/mol (負の値)となる.

本実験で得られた E_R は-12kJ/mol で, 負の値と なっているが, その絶対値と Pick と Sonnenberg の 理論値とには違いがみられる. しかし, $E_C \approx 0$ としな いで,本実験の結果 $E_R = -12$ kJ/mol を用いて E_C を 求めると, $E_C = 16$ kJ/mol となり,本実験で用いたニ ッケル膜の表面が必ずしも清浄でなかったと考えると この E_C は妥当な値と思われる. 放電洗浄によっても 膜表面が完全に清浄化されるとは考えにくいので,水 素プラズマにさらしたニッケル表面のキャラクタリ ゼーションを行い,放電洗浄により膜表面の不純物が どの様に変化するか調べる必要がある.

3.2 ニッケル表面における重水素原子と重水素分 子の挙動の違い

拡散律速における定常透過流量 $\phi_{p'}$ はガス駆動透 過及びプラズマ駆動透過いずれの場合でも前述の(5) 式のように $\phi_{p''} = -D(C_0/X_0)$ と書ける. 従って,前 報の Fig. 5 のアレニウスプロットに見られるような プラズマ駆動透過の著しく大きな透過流量は C_0 が著 しく大きくなっているためと考えることができる. 上 流側表面における重水素濃度はガス駆動透過の場合は 溶解度によって決定され,プラズマ駆動透過の場合に は入射粒子束と再放出粒子束の局所的粒子バランスに よって決定される. この際,ガス駆動透過の場合は表 面に衝突した重水素分子は表面で解離した後ニッケル 中に溶解するが,プラズマ駆動透過の場合はプラズマ 中の D⁺ イオンや中性原子 D は解離過程を経る事な くニッケル中に溶解し得ることを認識しておくことが 重要である.

ガス駆動透過及びプラズマ駆動透過実験において, 試料に入射する粒子束 α ¢ はガス, プラズマそれぞれ の場合について次のように表される.

$$\alpha \phi = 2 \alpha_m \phi_m \qquad \text{for gas} \qquad (10)$$

$$\alpha \phi = \alpha_a \phi_a + \Psi_{e1} \qquad \text{for plasma} \qquad (11)$$

ここで、 ϕ_m , ϕ_a はそれぞれ膜表面に衝突する分子, 原子数を、 α_m , α_a は衝突したこれらの粒子が溶解す る確率を表している.また、 Ψ_a は試料表面に吸着し ている重水素分子が電子衝撃により解離して試料中に 溶解する粒子束を表している.プラズマ中には原子や 電子の他に電子と同数のイオンも存在するが、プラズ マ中のイオンが透過に及ぼす寄与は小さいと考えられ ることは既に報告した²⁰⁾.

さて,上流側表面において入射粒子束αφと再放出 粒子束との間に局所的粒子バランスが成り立っている とすると,その粒子バランスはガス駆動透過及びプラ ズマ駆動透過いずれの場合でも次式で表される.

$$\alpha \phi = 2 \left(\sigma_{kr} \right)_1 C_0^2 \tag{12}$$

(5) 式より, 定常透過流量 ϕ_{P}^{rt} は C_0 に比例するので, ガス駆動透過とプラズマ駆動透過の透過流量の違いは 上式を用いて入射粒子束 $\alpha \phi$ の違いに関連づけられる. すなわち

$$\sqrt{\frac{\alpha_a \phi_a + \Psi_{e1}}{2 \alpha_m \phi_m}} = \frac{\phi_P}{\phi_P^G}$$
(13)

ここで、 *♦*^P 及び*♦*^C はプラズマ駆動透過及びガス 駆動透過の透過流量である.

前報の **Fig. 5** より 480K 以下の拡散律速領域での ϕ_P^P / ϕ_P^C はおよそ10³となるので,

$$\frac{\alpha_a \phi_a + \Psi_{\epsilon 1}}{2 \alpha_m \phi_m} \approx 10^6 \tag{14}$$

となる.

また,本研究で得られた解離度の結果によれば,重 水素ガス圧 0.2torr での解離度は11%となるので $\phi_a/\phi_m \approx 0.11$ となる.

ここで Ψ_{a1} の評価が問題となるが、前報で報告した 透過流量のバイアス電圧依存性のデータより、中性原 子の寄与と同程度と考えられるので、 Ψ_{a1} の寄与を $\alpha_a \phi_a$ に含めてしまうと

$$\frac{\alpha_a}{\alpha_m} \approx 10^7 \tag{15}$$

となる.この結果はニッケル膜表面に衝突した中性原 子は分子に比して10⁷倍もニッケル中に溶解しやすい ことを示している.現在のところ,ニッケル表面にお ける α_a , α_m に関する報告例はないが, 鉄表面の軽水 素¹⁵⁾について $\alpha_a \approx 0.2 \sim 0.3$, $\alpha_m \approx 3 \times 10^{-10}$ (363K) すなわち $\alpha_a / \alpha_m \approx 10^9$, パラジウム表面の軽水素²⁷⁾に ついて $\alpha_a \approx 0.5$, $\alpha_m \approx 2.75 \times 10^{-4} \cdot \exp(-0.05/kT)$ すなわち $\alpha_a / \alpha_m \approx 10^3$ という報告例がある. また, パ ラジウムについては α_a に温度依存性がみられないこ とが併せて報告されている²⁷⁾.

4. 結 論

(1) ニッケル中の重水素の RF 放電によるプラズマ
 駆動透過は 480K 以下の温度領域では拡散律速であり、
 480K 以上では表面再結合律速である。

(2) 圧力範囲 0.03~0.25torr における RF 放電重 水素プラズマ中の解離度は, 圧力 0.12torr 付近で最 大16%になる.

(3) プラズマ駆動透過の著しく大きな透過流量は, 中性原子の溶解確率が重水素分子のそれに比べて10⁷ 倍大きいためである.

参考文献

- F. Waelbroeck, P. Wienhold, J. Winter, E. Rota, T. Banno: JÜL Report 1966 (1984).
- F. Waelbroeck, P. Wienhold, J. Winter: J. Nucl. Mater., 111 & 112, 185 (1982).
- 3) H. K. Perkins, T. Noda: J. Nucl. Mater., 71, 349 (1978).
- 4) R. A. Causey, D. F. Holland, M. L. Sattler: Nucl. Technol./Fusion, 4, 64 (1983).
- 5) 古山雄一,田辺哲朗,井本正介:日本金属学会誌, 50, 688 (1986).
- T. Tanabe, Y. Furuyama, S. Imoto: J. Nucl. Mater., 145-147, 305 (1987).
- B. L. Doyle, D. K. Brice: J. Nucl. Mater., 145-147, 288 (1987).
- 8) M. Yamawaki, K. Yamaguchi, T. Kiyoshi, T. Namba: J.

Nucl. Mater., 145-147, 309 (1987).

- K. Yamaguchi, T. Namba, M. Yamawaki: J. Nucl. Sci. Tech., 24, 915 (1987).
- T. Nagasaki, R. Yamada, M. Saidoh, H. Katsuta: J. Nucl. Mater., 151, 189 (1988).
- D. F. Holland, R. A. Anderl: Fusion Technol., 14, 707 (1988).
- 12) F. Waelbroeck, I. Ali-Khan, K. J. Dietz, P. Wienhold: J. Nucl. Mater., 85 & 86, 345 (1979).
- 13) A. I. Livshitz, M. E. Notkin, Y. M. Pustovoit, A. A. Samartsev: Vacuum, 29, 113 (1979).
- 14) H. Hackfort, K. Bösche, F. Waelbroeck, J. Winter, P. Wienhold: J. Nucl. Mater., 144, 10 (1987).
- J. Winter, F. Waelbroeck, P. Wienhold, T. Schelske: J. Nucl. Mater., 111 & 12, 243 (1982).
- 16) T. Banno, F. Waelbroeck, J. Winter: J. Nucl. Mater., 128 & 129, 652 (1984).
- 17) R. A. Causey, R. A. Kerst, B. E. Mills: J. Nucl. Mater., 122
 & 123, 1547 (1984).
- 18) R. A. Causey, M. I. Baskes: J. Nucl. Mater., 145-147, 284 (1987).
- M. Okamoto, T. Yoshida, M. Takizawa, M. Aida, M. Nomura, Y. Fujii: Fusion Technol., 14, 689 (1988).
- 20) 杉崎昌和, 鈴木啓修, 中村博文, 波多野雄治:九大総理 工研究科報告, 11, 279 (1989).
- J. Völkl, G. Alefeld: Hydrogen in Metals. p. 326, ed. G. Alefeld, J. Völkl, Springer Verlag (1978).
- 22) S. M. Myers, P. M. Richards, W. R. Wampler, F. Besenbacher: J. Nucl. Mater., 165, 9 (1989).
- 23) P. Børgesen, B. M. U. Scherzer, W. Möller: Nucl. Instr. Meth., B9, 33 (1985).
- 24) M. I. Baskes: J. Nucl. Mater., 92, 318 (1980).
- 25) W. Eichenauer, W. Lösser, H. Witte: Z. Metallk., 56, 287 (1965).
- 26) M. A. Pick, K. Sonnenberg: J. Nucl. Mater., 131, 208 (1985).
- 27) B. Dean, A. A. Haasz, P. C. Stangeby: J. Vac. Sci. Technol., A5, 2332 (1987).