研 究 速 究

谏

鞀

9

多光子共鳴イオン化法による水素分子の検出 Detection of Hydrogen Molecules by Using Resonance-enhanced Multiphoton Ionization

馬 込 保*·福 谷 克 之*·岡 野 達 雄* Tamotsu MAGOME, Katsuyuki FUKUTANI and Tatsuo OKANO

1. はじめに

固体表面は,固体内部に比較して、切断された結合が多 数存在するため、多種多様な反応の舞台となる、このよう な多様な反応の機構を解明するためには反応を個々の素過 程に分解して考察する必要がある。我々は、このような素 過程の解析のプロトタイプとして、水素分子の固体表面で の挙動に注目している.

水素分子の表面での挙動は,分子と表面の相互作用ポテ ンシャルで決まる.吸着状態付近のポテンシャルは.従来 の表面分析手法で調べられているが、分子の動的挙動を示 す表面から遠い位置までのポテンシャルはあまり調べられ ていない. このようなポテンシャルは、例えば、脱離反応 においては、脱離水素分子の内部状態にその様子を反映し ている.このため,脱離した気体分子の内部状態の測定は 分子の挙動を解明する上で極めて有効な手法となる。内部 状態の高感度の弁別は多光子共鳴イオン化法(Resonanceenhanced multiphoton ionization: REMPI) により可能となる. 我々は表面と水素分子の相互作用の解明を目的として. REMPI装置の開発を行い、気体水素分子(H。)の回転状 態分布の測定を行ったので報告する.

2. 実験原理

断熱近似の範囲では、水素分子の状態は、核の振動、回 転状態,及び電子状態によって定まる.この核の振動,回 転状態は、それぞれ、量子数v、J(≥0)によって表現す ることができる.また電子状態は、エネルギーが小さいも のから順に, X, A, B, …と表現されている。断熱近似 では、核の振動、回転状態は与えられた電子状態がつくり だすポテンシャル内での運動として記述できる. したがっ て,このようなポテンシャルは断熱ポテンシャルと呼ばれ、

*東京大学生産技術研究所 第1部

電子状態と同様にX, A, B, …と表現される.図1に水 素分子の主な断熱ポテンシャルを示す.また,X,A,B, …はある断熱ポテンシャル内での水素分子の内部状態の総 称としても利用される. これらの内部状態のエネルギー (E) は次式で表される.

$$E = T + \omega_e \left(\nu + \frac{1}{2} \right) - \omega_e x_e \left(\nu + \frac{1}{2} \right)^2 + \omega_e y_e \left(\nu + \frac{1}{2} \right)^3 + \left| B_e - \alpha_e \left(\nu + \frac{1}{2} \right) \right| J \left(J + 1 \right) - \frac{a B_e^3}{\omega_e^2} J^2 \left(J + 1 \right)^2 \left[meV \right] \cdots \cdots \cdots \cdots \cdots (1)$$

第1項が電子のエネルギーであり、第2~3項が核の振 動によるエネルギーであり、第4、5項が主に回転による エネルギーである. これらのうち X, E, F 状態のポテン シャル定数を表1に示す.

本実験で採用した REMPI法は, E, F← X (2+1) REMPI²⁾ と呼ばれている. 第1段階として2光子吸収で,



170 50巻4号 (1998.4)

研 究 速 報 เกษและเกษแล

表1 水素分子(H_o)の主な断熱ポテンシャルのポテンシャル定数³⁾

	Т	ω _e	ω _e x _e	ω _e y _e	Be	αe
x	0	545.0	14.629	0.03596	7.54	0.371
Е	12406.3	321.0	16.18	4.052	0.225	
F	12830.0	124.0		4.05	0.225	

X 状態から E, F 状態へ共鳴遷移させ, 第2段階で1光子吸 収でイオン化する方法である.X, E, F 状態のエネルギ ーが式 (1),表1に示されるとおりであるため,励起状態 へ遷移するために必要な光の波長が振動・回転状態ごとに 異なる.したがって,イオン化する光の波長を選ぶことに より水素分子の振動・回転準位を弁別してイオン化するこ とが可能になる.

3. 実 験 方 法

実験装置は,励起光の発生部分とイオン測定部の2つか らなる.図2に励起光発生部の模式図を示す.まず, Nd:YAGレーザー励起の色素レーザーの出力(波長~ 600 nm)から1つめのBBO結晶を用いて第2高調波を発 生させる.続いて第2高調波の偏光面を90°回転させ,基 本波の偏光面と合わせた後,2つ目のBBO結晶を用いて



図2 多光子共鳴イオン化システムの励起光発生部の概略図

和周波(波長~200 nm)を発生させる.この紫外光をダ イクロイックミラーで基本波,第2高調波から選別した後, 超高真空内に導入する.

図3に超高真空槽の概略を示す.導入する紫外光は,超 高真空槽内で集光するようレンズで絞った.集光されたレ ーザー光の波長が共鳴波長と一致する時,焦点付近で水素 分子が共鳴イオン化される.生じたイオンを押し出し,引 き込みの両電極でマイクロチャンネルプレート (Micro channel plate: MCP)に誘導し,電流信号として検出した. 1パルスで生じる電流信号は,励起光,水素原子イオン,



図3 多光子共鳴イオン化システムのイオン測定部の概略図

水素分子イオンに起因するものからなる.これらの電流は, この順序で発生する.励起光の強度が強い場合は,MCP が飽和するので,後続するイオンの電流信号が,イオンの 生成量に比例しなくなる.このような場合は,励起光に対 する MCPの感度を減少させる必要がある.本実験では, BEHLKE 社製の高圧トランジスタスイッチ HTS-30 Option 3を使用し,励起光の MCP 到着後,MCP への印可電圧を 高くすることによってこれを実現した.

実験は、イオン生成量の励起光波長依存性、励起光強度 依存性、水素分圧依存性の測定を行い、1)共鳴イオン化 が生じるか、2)回転状態が弁別できるか、3)回転状態分 布が測定できるか、4)測定限界はどのくらいか、を考察 した.

4. 実験結果

図4にイオン生成量の励起光波長依存性を示す.励起光 波長が201.73 nmと201.845 nmのところで、イオン生成量 が著しく増大することがわかった.前述の式(1)を用い て計算すると、この2つのピークはそれぞれ水素分子の内 部状態が、v=0, $J=0 \ge v=0$, J=1に対応するピーク であることがわかる.ピーク面積を積分し、 $J=0 \ge J=1$ の強度比を求めると、4.84となる.ボルツマン分布を仮定 し、回転温度を計算すると、274.7 Kとなり、実験室内の 温度283.15 Kと誤差3%で一致することがわかった.こ れらのピークのうち、J=1に対応するピークの励起光強度 依存性を図5に示す.両対数表示をして傾きを求めると、 3.0になることがわかった.今回利用した REMPI 法では水 素分子が3光子を同時に吸収し、イオン化する3光子過程





励起光波長(nm)

図4 水素分子イオン(H₂⁺)の生成量の励起光波長依存性



図5 水素分子イオン(H2+)の生成量の励起光強度依存性

である.したがって、イオンの生成量が励起光強度の3乗 に比例することが期待され、図5は確かにこの事実が成り 立つことを示している.図6にイオン生成量の水素分圧依 存性を示す.イオン生成量は水素分圧(分子数)に比例し ており、この方法の測定限界は、光の強度が68µJ/Pの場 合、1×10⁻⁶Pa以下であることを示している.

5.まとめ

共鳴イオン化法測定システムの構築を行った.この方法 を気体水素分子に利用することにより回転量子準位を弁別 して測定することが可能になった.測定感度の見積りを行



図6 水素分子イオン(H2+)の生成量の水素分圧依存性

ったところ,単原子層以下の微量な水素分子に対しても十 分感度があり,表面研究へも応用可能であることがわかった.

(1998年1月23日受理)

- 1) T. E. Sharp, A. D. 2, 119 (1971).
- E. E. Marinero, C. T. Rettner, and N. Zare, Phys. Rev. Lett. 48, 1323 (1982).
- 3) G. Herzberg, Molecular Spectra and Molecular Structure I, 2 nd Ed, (KRIEGER, FLORIDA, 1950) p 530.