## 3B08 **電子 - 極角分解イオンコインシデンス分光法を用いた凝縮 H<sub>2</sub>O の内殻電子** 励起脱離の研究

(高エネ研<sup>1</sup>・井上財団<sup>2</sup>・広島大ナノデバイスセンター<sup>3</sup>・千葉大工<sup>4</sup>) 南部 英<sup>1</sup>, 小林英一<sup>1,2</sup>,漁 剛志<sup>3</sup>,森 正信<sup>4</sup>,奥平幸司<sup>4</sup>,上野信雄<sup>4</sup>,間瀬一彦<sup>1</sup>

【序】X 線内殻励起に伴って固体表面から分子やイオン が脱離する現象は、いわゆる電子遷移誘起脱離(DIET) の一種として理解され、固体表面化学反応を考える上で も興味深い。我々は特定のオージェ過程に由来する脱離 イオンの運動エネルギーと脱離極角を選別して検出で きるオージェ電子 極角分解光イオンコインシデンス (Auger electron – polar-angle-resolved-photoion coincidence; AEPARPICO)分光法を用いて、凝縮 H<sub>2</sub>O の 4a, 0 1s 共鳴励起に由来する H\*の収量と運動エネルギ 一分布の脱離極角分布を測定し、オージェ電子エネルギ -の相関から脱離過程の詳細を考察したので報告する。 【実験】実験は物構研の放射光施設 PF-8A にて行った。 AEPARPICO 分光装置は、同軸対称鏡電子エネルギー分析 器とそれに内蔵された4つの同心円状アノードをもつ 極角分解飛行時間(TOF)型質量分析器から構成され、超 高真空チェンバー(P<sub>base</sub>=1 × 10<sup>-10</sup> Torr)に設置されてい る。同心円状アノードは内側からそれぞれアノード 1、 2、3、4 と名づけており、運動エネルギー(E<sub>i</sub>)が3.5eV のイオンの場合、表面法線方向から0°~17°、19°~ 37°、39°~57°、59°~90°の脱離極角を持つイオン をそれぞれ検出する。放射光の入射角は表面法線方向か ら 84°であり、p 偏光であった。

【結果と考察】図1に酸素 / 吸収端付近において各アノ ードで測定された角度分解イオン(H<sup>+</sup>)収量スペクトル (Polar-angle-resolved-ion yield, PIY)と電子分光 器で測定したオージェ電子収量(AEY)スペクトル(電子 エネルギー(KE)=505 eV)を示す。いずれの PIY でも 532.9 eV に明確なピーク A が現れるのに対し、AEY では はっきりとしたピークが現れない。これは、AEY が凝集 水分子膜のバルク成分の吸収をより強く反映するのに 対し、PIY は最表面の分子の吸収を反映するためと考え られる。よって、このピーク A は表面の H<sub>2</sub>0 分子の 4a<sub>1</sub>

01s 共鳴に帰属される。PIY においてアノード毎のピ ーク A の相対強度は明らかに異なり、イオン脱離角が表 面法線方向に近いほど強い。ピーク A と位置 B(h =547.6eV、H<sub>2</sub>0の01sイオン化に対応)でのPIYの強度 比はアノード1:2:3:4で9.1:5.7:5.0:3.2で ある。表面からの光励起イオン脱離においては、イオン の脱離極角が大きいほど表面によるイオンの再捕獲・中 性化確率が大きくなる。また、この傾向は脱離イオンの 運動エネルギーが小さいほど顕著となる。すなわち、こ の結果は運動エネルギーの小さなイオンの脱離収量が アノード1>アノード2>アノード3>アノード4の 順であることを示唆している。

この 4a<sub>1</sub> 0 1s 共鳴励起(h =532.9 eV)での脱離過程 を詳しく検討するため、励起エネルギーでの AEPARPICO と共鳴オージェ電子スペクトル(AES) を測定した。4a<sub>1</sub>

O 1s Ionization 4a, 01s 21000 14000 7000 AEY 150**0** <u>ග</u> 1000 · yield 200 Anode 1; 0 ~ 12.6 Electron 0 -3000 -2000 Auger 1000 Yield or 0 1500 1000 Ы 500 ÷ 150 Mur 100 50 Anode 0 -. 550 555 530 535 540 545 Photon Energy (eV) Counts Normal Auger Spectator AES Constituer HALL MARKAR STATISTICS 600 AES 300 1:0~12.6 450 30 1; 300s) 15 node 2: 14.4 (Anode 900 600s ( counts/ 400 300 200 AEPARPICO 100 20 15 10 Ť 0↓ 440 450 460 470 480 490 500 510 520 Electron Kinteic energy (eV)

0 1s 共鳴励起後の状態(0 1s)<sup>-1</sup>(4a<sub>1</sub>)<sup>1</sup>は主に傍観型オージェ過程によって崩壊し、2 価電子 正孔 1 電子状態(valence)<sup>-2</sup>(4a<sub>1</sub>)<sup>1</sup>を生成する。この 4a<sub>1</sub>電子が2 正孔間のクーロン反発を遮蔽 して終状態が安定化するため、傍観型オージェでは通常のオージェ電子よりも運動エネルギ ーが高エネルギー側にシフトする。しかし、0 1s 正孔の寿命(約 6 f s)内に 4a<sub>1</sub>電子が隣接 分子にトンネリングして非局在化する過程が競合するために、通常のオージェ遷移も起きる

ので、図2には傍観型 AES から通常のオージェと価電 子光電子成分を差し引いたものを示している。また、 各アノードで測定した AEPARPICO スペクトルも図2 に併せて示す。全アノードのスペクトルにおいて 510 eV 付近と 485 eV 付近にピークが観測された。この AEPARPICOのピーク位置は傍観型 AES のピーク位置と よく一致しており、傍観型 AES では、510 eV のピー クが(0 2p)  $^{-2}(4a_1)^1$  に 485 eV のピークが(2a\_1)  $^{-1}(0)$ 2p) 1(4a1)1の終状態にそれぞれ対応する。 傍観型 AES は 2 正孔(4a<sub>1</sub>)<sup>1</sup> 状態の生成確率を反映するのに対し、 H<sup>+</sup> AEPICO 収量は傍観型オージェ確率と個々のオージ ェに由来するイオン脱離確率の積を反映する。さらに、 傍観型 AES と AEPARICO のスペクトル形状が良く一致 していることは脱離確率が2正孔1電子状態の終状態 には余り依存しないことを示している。アノードごと の AEPARPICO スペクトルを比較すると 510 eV のピー クと485eVのピーク強度比はアノード1:2:3:4 で1.5:1.4:1.3:0.96 である。これは PIY スペクト ルと同じ傾向であり、脱離極角が大きくなるときの吸 収スペクトルの減少は、この 510 eV の成分の減少に 対応していること、510eV の成分は低エネルギーH⁺に 対応していること、などを示唆している。また、脱離 極角が大きくなるに従いこれらのピークは低エネル ギー側にシフトしている。オージェの低運動エネルギ ー側は高振動励起状態に対応しているので、この結果 は脱離極角が大きくなると、高振動励起状態の寄与 が大きくなることを示唆している。

さらに詳しく検討するため、各アノードで検出さ れた ∀について運動エネルギーと傍観型オージェ 過程の相関を調べた。これは、各アノードの各オー ジェ運動エネルギーでの AEPICO を測定し(図 3(a)) そのガウシアンフィットから TOF の中心値を求め、 シミュレーション (Simion3D Ver.7.0) から求めら れた値により、TOF 中心値を H<sup>+</sup>運動エネルギーに変 換したものである (図3(b))。アノード4について はイオンカウントが少なく、解析できるだけのデー タが得られていない。全般的な傾向として、オージ ェ電子の運動エネルギーが小さくなるとイオンの 運動エネルギーは大きくなっている。すなわち、2 正孔が深い準位に生成した場合ほど、イオン脱離に 寄与するポテンシャルエネルギー曲面の勾配が急 であることを意味する(図4)。これはPIY、AEPICO での議論と整合している。更に低エネルギーイオン 成分がもともと少ないアノード 3 でははっきりし ないが、低速イオン成分の比較的多いアノード1,2 については 500 eV を境にイオン運動エネルギー変 化の傾向に違いが見られる。この 500 eV 以上の共



Electron Kinetic Energy (eV)



鳴オージェ終状態の2正孔は、 $(3a_1)^{-1}(1b_1)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (1b_1)^{-2} \cdot (3a_1)^{-2}(4a_1)^{1} \cdot (1b_2)^{-1}(1b_1)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (1b_1)^{-2}(4a_1)^{1} \oplus [c ] = 0$ ( $(1b_1)^{-2}(4a_1)^{1}$  等であり、500 eV 以下では $(2a_1)^{-1}(3a_1)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_1)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(1b_1)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(1b_1)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(1b_2)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(1b_2)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{-1}(4a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{1} \cdot (2a_1)^{1} \cdot (2a_1)$ 

以上のように、AEPARPICO分光法の開発により、個々のオージェ終状態を選別してイオンの脱離極角と運動エネルギー分布を測定できるようになり、イオン脱離機構に関する理解が 一層深まった。