# 講演発表 第3日 10月3日(水)



A会場(202号室) 3A01~3A09 B会場(203号室) 3B01~3B09 C会場(320号室) 3C01~3C09

## 3A01

重イオンラザフォード散乱の病理学への応用

ーDLC 膜による生体試料に対する内部標準法ー

(理研・東京医歯大医\*)

○荒谷 美智・矢野倉 実・南 正樹・邱 鎺\*・小林 高義\*

1. はじめに

1982(昭57)年に理研重イオン線型加速器(通称 RILAC)が稼動状態に入り、重イオン(最大ウランまで)のビームが数百 nAの範囲内で使えるようになって以来、我々は核子あたり数 MeV のエネルギーで重イオンをプローブとしたラザフォード散乱法を発展させてきた。

ラザフォード散乱現象は、よく知られているように歴史的にはアルファ粒子の金原子に よる進行方向の変化として観測された。応用面では入射粒子は陽子や電子のような軽い粒 子が用いられ、ほとんど後方散乱として利用されてきた。しかしながら重イオンビームが 簡単に使えるようになり、ラザフォード散乱法は散乱粒子だけでなく、反跳粒子も利用で き、観測方向も前方から後方まで使える多様な局面をもつ総合的な方法であることが、実 際にわかってきた。<sup>1-3)</sup> たとえば水素のような軽元素については、前方反跳法として、中程 度の重さの元素については前方散乱法として、また重い入射粒子に比べてもさらに充分重 い元素に対してはいわゆる後方散乱法として利用することになる。ただしこれは検出器を 1 個だけ用いた場合の便宜的分類であり、実際には複数の検出器を前方後方を問わず任章の 位置に配置して、全方位で水素から超ウラン元素までを反跳粒子と散乱粒子に着目した同 時観測を行うことができる。

この方法では反跳粒子または散乱粒子のエネルギーが観測され、無限に薄い試料、たと えば物質表面に存在する単原子層などについては線スペクトルが得られる。これはただち にエネルギー分散の質量スペクトルを与えることになる。また、入射粒子に対して有限の 厚みをもつ試料については一定の幅をもったスペクトルを与え、入射粒子に対して無限厚 みをもつ試料については前述した線スペクトルを高エネルギー端としてエネルギーゼロま で延びる連続スペクトルとなる。したがって、重イオンを入射粒子としたラザフォード散 乱法は、一般的には多元素同時かつ深さ情報を伴ったエネルギー分散質量分析法というこ とができる。さらに質量数6~7あたりまでの範囲においては分解能が充分あるので、同位 体比測定が可能となる。このような本法の特長をふまえ、病理学的試料への応用を試み、解 析法の糸口をつかむことができたので報告する。

2. 試料

病的組織のための典型的試料としては、筋ジストロフィー症および筋萎縮性側索硬化症 のねずみの筋肉から解剖後ただちに凍結乾燥しミクロトームで切り出した薄片をスライド グラスまたは石英ガラス上にのせ自然乾燥させたものを用いた。これらの薄片試料は東京 医科歯科大学医学部神経内科学教室塚越研究室で作製され、提供されたものである。汚染 については充分注意したが、通常の実験室内であり無塵室で行ったものではない。

あらたに みち、やのくら みのる、みなみ まさき、ちゅう いん、こばやし たかよし

3. 実験

試料を、RILAC A-1コース1m散乱槽の中央に配置し、入射ビームに対して30°に試料面を固定、ビームに対して35°及び45°の位置にそれぞれSSDを置いて、核子あたり数 MeVの<sup>40</sup>Ar<sup>4+</sup>または<sup>68</sup>Cu<sup>4+</sup>ビームを1~5nA で適当な時間照射を行った。比較対照のための標準試料として、W, Cd, Pd, Sr, Se, Zn また、膜厚3000 Åのダイヤモンド状炭素膜(DLC 膜)などを用いた。

4. 結果と考察

DLC 膜と筋ジストロフィー症試料について、<sup>40</sup>Ar<sup>4+</sup> ビームを用いて得られた35<sup>°</sup>方向のスペクトルを図1 及び図2に示す。病理組織のミクロトームによる切り 出しに際しては、可能な限り薄い切片を得られるよう に試みたが、その限界は約6μmであった。

図2に示すようにDLC 膜に対応する炭素のピークが 試料のスペクトルに表れていることがわかる。この炭 素のピークの幅が約3000 ÅのDLC 膜に相当すること から病理組織の凍結乾燥状態の6 µ m 中の炭素と原子 数が等しいと考えてよいことが示された。また、この ピークを入射ビームのモニター用に使い、病理試料と 健康体試料との比較を行った。

病理組織について観測された最も重い元素はCdで あった。Cdについては検出角45°において得られた スペクトルを解析に用いた。質量分解能が軽元素では 前方で大きく、後方へいくほど重元素間の分離が良好 になるためである。入射ビームを<sup>68</sup>Cu<sup>4+</sup>とすると重元素 間の分離はさらに向上し解析が簡単に行える。



#### 参考文献

- H.Nagai, S.Hayashi, M.Aratani, T.Nozaki, M.Yanokura, I.Kohno, O.Kuboi, and Y.Yatsurugi, Nucl. Instr. and Meth. <u>B28</u> (1987) 59-66
- M.Yanokura, M.Aratani, S.Saito, K.Tanaka, B.G.Yu, Proceedings of the 7th Symposium on Ion Beam Technology Hosei University (1988) 123 - 126
- 3) M.Aratani, RADIOISOTOPES, <u>37</u> (1988) 43 52

HEAVY-ION PROBE RUTHERFORD SCATTERING APPLIED TO PATHOLOGICAL SAMPLES

Michi ARATANI, Minoru YANOKURA, and Masaki MINAMI,

The Institute of Physical and Chemical Research

Inn CHU and Takayoshi KOBAYASHI, Faculty of Medicine, Tokyo Medical and Dental University

3A02

高強度・長寿命荷電変換用炭素膜の試作に関する研究

(東大核研、理研\*) 大久保 將明、菅井 勲、〇南 正樹\*、 湯家谷 誠則\*、矢野 倉実\*、荒谷 美智\*

1. 緒言

荷電変換用炭素薄膜は、加速器において荷電粒子の電子をはぎ取り電荷数を上げ、加速 粒子のエネルギーを増加させるために使われている。重イオンは質量(m)が大きいため、 この照射による炭素膜の放射線損傷が大きくなり、これが膜の寿命を著しく短くするので、 加速器の性能を低下させる原因となっている。そこで、いかにして膜を高強度・長寿命に するかが、現在大きな問題となっている。

本研究では、イオンビーム・スッパタリングにより作る炭素膜の長寿命化に関する基礎 研究の第一段階として、炭素薄膜の強度と寿命が膜中の不純物(H, N, O)とどのよう な関係にあるかを明らかにすることを目的とした。実験では、各種蒸着方法で作成された 試料について、加速器を用いた軽元素分析を行い、膜の寿命を測定した。

2. 実験方法

高純度の炭素棒から、各種の製造法(①重イオンビームスパッタリング、②電子ビーム、 ③レーザー、④直流アーク、⑤交流アーク)により炭素をスライドガラス上に付着させた もの、及び市販のもの(アリゾナ社製)からセルフサポートの炭素薄膜を作り、この純度 分析を理化学研究所の線型加速器(RILAC)からの重イオンビーム(Ar<sup>4+</sup>)照射に よる、弾性反跳分析法(ERDA)で行った。これは、弾性衝突によって試料から反跳さ れた原子を半導体粒子検出器(SSD)を用いて検出する方法である。

測定系は、図1に示すように試料を入射ビームに対して+30°傾け、SSD-1~3を ビームに対してそれぞれ、-60°、-45°、+60°の位置に置いた。そして、測定系全 体を大型散乱槽に入れ、10<sup>-6</sup>Torr程度の真空にし、約50MeVのAr<sup>4+</sup>ビームを 照射した。

さらに、試料を東京工業大学の静電加速器(バンデグラフ)を用いて、Ne<sup>+</sup>ビーム(3. 5MeV)を照射して、膜の寿命測定を行った。

3.実験結果と考察

図2は実験で得られたスペクトルの1例を示す。横軸はSSD-2が捕らえた原子のエ ネルギー値である。縦軸はそのカウント数である。(1)、(2)は電子ビームで作製し たもの、(3)、(4)はKr<sup>+</sup>でスパッタリングしたものであり、また(1)、(4)は 母材に純度の高いものを、(2)、(3)は低いものを使ったものである。これを見ると、 炭素膜中の不純物の量は電子ビームによるものが少なく、Kr<sup>+</sup>でスパッタリングしたもの

おおくほまさあき、みなみまさき、ゆやたにせいのり、すがいいさお、やのくらみのる、 あらたにみち

-210-

はかなり多い。また、母材の純度が、 できた膜の不純物の量に影響するとい う結果が得られた。

各種製法で作った炭素薄膜中の軽 元素を分析してみると、スパッタリン グで作製したもの(一般に長寿命を示 す)は、不純物が多く混入している。 それ以外のものは、不純物の混入量は 少ない。つまり窒素、酸素が少なくき れいな膜である。

東京工大の静電加速器での炭素膜 の寿命測定実験によれば、Ar<sup>+</sup>、 Kr<sup>+</sup>、Xe<sup>+</sup>のような重イオンでスパ ッタリングしたものは、アリゾナ社製 及び他の製造法によるものが比較的す ぐに破れるのに対して、5時間から1 0時間以上も破れずにいた。このこと より、膜の寿命は不純物と密接な関係 があり、蒸発の際の原子またはその集 合体の大きさもかなり関係があると考 えられる。



#### References

1.	I.	Sugai	et	al.,	Nucle.	Inst.	and Methods	A236	(1985)	549
2.	I.	Sugai	et	al.,	11	"	4	A251	(1985)	596
3.	Ι.	Sugai	et	al.,	11	11	4	A265	(1988)	376
4.	I.	Sugai	et	al.,	4	"	4	A282	(1989)	164

Development of Carbon Stripper foils with long lifetime Institute for Nuclear Study, University of Tokyo; Masaaki Ohkubo and Isao Sugai, RIKEN; Masanori Minami, Seinori Uyatani, Minoru Yanokura and Michi Aratani

## 3A03

## 真空成膜中の不純物混入過程の解析

(理研・日本真空技術\*・東大核研\*\*)

○鏑木 朗・南 正樹・尾上 公正\*・菅井 勲\*\*

矢野倉 実・荒谷 美智

1. はじめに

近年、膜状物質のキャラクタリゼーションが盛んであり、その成膜法も多種多様である。1-4 たとえば、電子サイクロトロン共鳴プラズマ化学蒸着法、ホローカソード蒸着法、重イオ ンビームスパッタリング法、電子ビーム蒸着法、レーザービーム蒸着法、直流アーク放電 法、交流アーク放電法、陽極酸化法、熱拡散法、イオン打ち込み法、グロー放電法、シン タリング法など、我々が扱った膜だけでもこのように多様である。しかしながら、これら の種々の成膜法において成膜中に混入してくる不純物源はそれほど多くない。残留ガスま たは原料ガス成分の混入、膜材料の母材中の不純物の混入、加熱材料の不純物としての混 入について考えれば通常は充分であろう。また、本来あるべきではないが、成膜装置の履 歴からくる場合も考えられる。残留ガスの主成分は軽元素であり、原料ガスも含水素物質 が多いので、気相経由の不純物は軽元素が主であるとみてよい。膜材料の母材中の不純物 は多様であり、場合ごとに対処する必要がある。成膜法との関連で母材中での濃度より濃 縮されることも、希釈されることも考えられる。加熱材料自体の不純物混入については、通 常これらの材料が高融点物質であることを考慮すれば、熱的過程しか関与しなければ問題 にはならない。しかし成膜法の進歩が様々な過程の利用を可能にしたため、高融点物質だ から混入しないというように単純ではなくなってきた。このような固体物質起源の不純物 は、一般に重金属元素が主であると考えられる。

以上に述べたことから、成膜法の進歩が膜の不純物を多様化しており、一方キャラクタ リゼーションの進展が一層の不純物減少をうながしている現状である。

方法と実験

水素をはじめとする軽元素から、ウラン、トリウムのような重元素まで、同じ装置のな かで同時に同定、定量でき、かつ深さ情報も併せて与えることのできる身近な方法として 我々は、重イオンプローブラザフォード散乱法を前述の問題解決に、ほとんど特異的に適 合する方法として提案してきた。それと同時に、たとえば水素については昇温脱離法、気 体電気伝導度法、炭素、窒素、酸素については荷電粒子放射化法、赤外線吸収法、重金属 元素のいくつかについては、湿式化学分析法、中性子放射化法、より一般的な方法として 二次イオン質量分析法、オージェ電子分光法、いわゆる RBS など、多くの他の方法とクロ スチェックを積みあげてきた。元素または核種によって、特異的に有利な方法が存在する を考慮しても、重イオンプローブラザフォード散乱法がまずはじめに全体の傾向をつかむ 方法として適していることが明らかなった。本法は超高感度ではないが、多くの場合に問 題の端緒をつかむのには充分な感度はあり、それが直ちに問題解決につながるのをしばし ば見てきた。

かぶらぎ あきら、 みなみ まさき、 おのうえ こうせい、 すがい いさお やのくら みのる、 あらたに みち 最近、種々の目的でチタンの窒化膜や酸化膜が成膜されるようになり、軽元素や重元素 のキャラクタリゼーションが望まれている。そこで、核子あたり数 MeV の<sup>4</sup> Ar<sup>4+</sup>ビームを 5nA 以下の強度で照射し、重イオンプローブラザフォード散乱法を用いて、主に重元素の 不純物について検討した。重元素の標準試料として W,Ta,Moを用いた。

結果と考察

重元素不純物が問題になるのは、膜の 種々の性質、たとえば電気的性質や光学 的性質が顕著に影響を受けるためである。 図1は、試料をビームに対して15°傾け、 検出器をビームに対して40°の位置に置 いて測定したものである。太線がTiNx試 料、細線がTa標準試料である。これによ り試料中にTaが存在することが示され、 他のいくつかの角度においても同様のス ペクトルが得られ、その存在を確認した。 図2は、TiO<sub>x</sub>試料の場合であるが、試 料をビームに対して30°傾け、検出器を ビームに対して45°の位置に置いて測定 した。細線がTiOx試料、太線がW標準試 料のスペクトルである。これより、試料 中にWが混入していることがわかった。



図2. Wの存在を示唆するスペクトル

#### 参考文献

- 1) K.Tachi, M.Aratani, T.Kato, M.Yanokura, T.Sato, M.Ohtsuka, and M.Tsujiguchi, Proc. of the 7th Symp. on Ion Beam Technol. Hosei Univ. (1988) 151
- 2) M.Aratani, M.Yanokura, B.G.Yu, Q.Qiu, and T.Nozaki, 10th Conf. on the Appl. of Accel. in Res. and Industry, Denton, U.S.A., Nov. (1988)
- 3) R.Imura, R.Suzuki, M.Aratani, M.Yanokura, and T.Nozaki, Int, Magnetic Conf. (1987) BE07
- O.Kuboi, M.Hashimoto, Y.Yatsurugi, H.Nagai, M.Aratani, M.Yanokura, S.Hayashi, I.Kohno, and T.Nozaki, Appl. Phys. Lett. <u>45</u> (1984) 543

ANALYSIS OF CONTAMINATION PROCESSES DURING VACUUM DEPOSITION OF THIN FILMS

Akira KABURAGI, Masaki MINAMI, Minoru YANOKURA, and Michi ARATANI, The Institute of Physical and Chemical Research

Kohsei ONOUE, Institute for Super Materials, ULVAC JAPAN, Ltd. Isao SUGAI, Institute for Nuclear Study, University of Tokyo

## 3A04

重イオン TOF-RS の新展開

一飛行時間方式ラザフォード散乱--

(理研・芝浦工大\*)

○矢野倉 実・鏑木 朗\*・南 正樹\*・荒谷 美智

1. はじめに

重イオンを入射粒子としたラザフォード散乱で、我々は主としてエネルギー分散の一次 元表示を採用してきた。これは、表面障壁型半導体検出器を数個利用するだけで同時に多 核種の深さ情報を得るのに有効な方法ではあるが、いくつかの欠点もある。試料が薄い場 合には問題ないが、ビームに対して試料が無限厚みの場合、スペクトルが高エネルギー端 (質量数に対応)からゼロまで達する連続スペクトルとなり、質量数の大きいものから小さ いものへと階段状に積み重なって観測されるため、解析が困難で、いくつかの対応策が必 要となる。<sup>1-3)</sup> その一つは吸収体の使用である。これは検出器の前に通常A1の箔を設置し、 重い散乱粒子や重い反跳粒子を検出器に入れないようにする方法である。これは、軽い反 跳粒子の検出については非常に有効である。しかし、ピークの拡がりや、非常に薄いA1箔 を用いる場合はピンホールなどの問題も生じてくる。次の対策としては、入射粒子(M<sub>1</sub>)が 標的粒子(M<sub>2</sub>)より大きい場合に存在する散乱粒子の最大散乱角  $\phi_{max} = \sin^{-1}(M_2/M_1)$ を利用することである。この角度より後方で観測すれば、散乱粒子を観測することなく目 的粒子のみを選択することができる。また、入射粒子をArからKr.Xeへと変更することに より、 $\phi_{max}$ を制御することもできる。第三の対策として、飛行時間方式による二次元表示 がある。



図1. TOF-RS 測定回路

やのくら みのる、 かぶらぎ あきら、 みなみ まさき、 あらたに みち

-214 -

#### 2. 方法

重イオン線型加速器からのビームは、その加速機構により微視的に見れば断続的に供給 されている。このことは散乱粒子、反跳粒子についても同様であり、断続的に供給される 入射粒子に対応して同じ周期で散乱粒子・反跳粒子が試料から放出されることになる。こ こで、これら二次粒子について(質量数:M)試料表面から検出器までの距離をℓとすると、 二次粒子が試料表面を出て、検出器に達するまでの時間tは、½M(ℓ/t)<sup>2</sup> = E で決まる。 Eは検出器で測定されるので、このtを図1に示した回路を用いて測定し、Eとtを二次元 表示すれば、質量数Mは一本の線となる。これにより、厚い試料のスペクトルも二次元的 に展開され、質量数と、深さ分布が線ごとの領域として明確に観測することができる。 3.結果

図2及び図3にTOF-RSの二次元表示スペクトルの例を示す。一本の質量数ラインについては上部が表面、下部へいくにつれて試料内部を表し、深さ分布がわかる。



#### 参考文献

- 1) M.Yanokura, M.Minami, S.Yamagata, S.Nakabayashi, M.Aratani, A.Kira, and I.Tanihata, Chem. Lett. (1989) 2197
- 2) M.Yuyatani, M.Minami, M.Yanokura, M.Aratani, and K.Tazaki, Proc. of the 8th Symp. on Ion Beam Technol. Hosei Univ. (1989) 175
- Q.Qiu, E.Arai, M.Aratani, M.Yanokura, T.Nozaki, Y.Ohji, and R.Imura, Nucl. Instrum. Methods in Phys. Res. <u>B44</u> (1989) 179

#### SPREADING APPLICATION OF HEAVY-ION TOF-RS

- TIME-OF-FLIGHT RUTHERFORD SCATTERING -

Minoru YANOKURA, Akira KABURAGI\*, Masaki MINAMI\*, and Michi ARATANI, The Institute of Physical and Chemical Research

\*On leave from Faculty of Engineering, Shibaura Institue of Technology

## 3A05

(NTT電子応用研究所) 〇米沢洋樹、鈴木裕史、重松俊男

はじめに 高エネルギーα粒子と原子核の散乱は、比較的低エネルギーでは、ラザフォード散乱であり、これを利用するRBSは、薄膜の組成や元素の深度分布の測定に有用な方法である。ラザフォード散乱では、散乱断面積が標的核の原子番号のほぼ二乗に比例するため、原子番号の小さい元素に対する感度が著しく小さいという問題があった。演者らは、7MeV付近のα粒子の共鳴散乱により炭素・酸素の散乱断面積がラザフォード散乱に比べ約2桁増加し、炭素・酸素の高精度な分析が可能であることをすでに報告している<sup>1)</sup>。しかし、このエネルギー領域では、共鳴あるいは非弾性散乱が起こり散乱スペクトルが複雑であるため、正確な定量のためにはこれらを正確に評価する必要がある。そこで、散乱スペクトルを解析し弾性・非弾性散乱断面積を評価し、定量する方法について検討したことを報告する。

<u>実験</u>NTTサイクロトロンで加速されたα粒子ビーム(6.6~8MeV、1mmφ、10nA)を試料に衝撃した。後方散乱粒子はSSB検出器とMCAで測定した。試料と検出器の距離は 140mm、散乱角169度とした。検出器の幾何学的効率を明確にするため、検出器の前に10mm φのスリットをとりつけた。弾性散乱エネルギーの質量依存性を測定し、<sup>241</sup>Am α線源を 用いて、検出器のエネルギー校正を行った。

散乱断面積測定試料は表面が平坦なシリコンウエハー、石英ガラス板、シリコン基板上 に作成したCVD炭素膜を用いた。

<u>散乱断面積の計算</u> 試料を均一厚さ $\delta$ xに分割し、表面から順に番号iつける。入射 $\alpha$ 粒子のエネルギーをE<sub>0</sub>とし、i番目の層の $\alpha$ 粒子のエネルギーE<sub>1</sub>は、

 $E_{1} = E_{0} + \delta_{x} \sum_{i=1}^{i-1} (dE/dx)_{E=E_{i}} \delta_{x} ---(1)$  $E_{1} = E_{1-1} - (dE/dx)_{E=E_{i}-1} \delta_{x} ---(2)$ 

である。ただし、 (dE/dx)  $_{E=E_1}$ は阻止能である。元素jの質量数kの同位体によりで $\theta$ 方向に 散乱される  $\alpha$  粒子の確率はRiは、

 $Ri = \omega (d\sigma/d\Omega)_{E=E_i} \delta x C_j \lambda_k N_A / M_j \qquad --- (3)$ 

である。ただし、 $\omega$ は、検出器の立体角、 $(d\sigma/d\Omega)_{E=E1}$ は散乱断面積、 $C_1$ は元素jの濃度、  $\lambda_k$ は同位体存在比、 $N_A$ はアボガドロ数、 $M_1$ は元素jの原子量である。 散乱された  $\alpha$  粒子のエネルギーは、同位体の質量と0値の関数となり、実際に観測される  $\alpha$ 粒子のエネルギーは、(1)、(2)式を各層から表面方向に計算することにより求められる。

よねざわひろき、すずきゆうし、しげまつとしお

-216-

深さと散乱エネルギースペクトル上の位置を対応つける計算機プログラムを作成し、衝撃 エネルギーの違いによるスペクトル変化を解析し、弾性、非弾性散乱の寄与を求めた。ま た、炭素・酸素のスペクトルはケイ素のスペクトルに重なるので、ケイ素の散乱断面積を 用いて散乱スペクトルを合成しケイ素の寄与を差し引いた。

<u>結果</u> 散乱断面積の評価の一例として、<sup>12</sup>C、<sup>16</sup>0、<sup>28</sup>Siの弾性散乱断面積を図1に示す。 <sup>13</sup>C、<sup>17</sup>0、<sup>18</sup>0、<sup>29</sup>Si、<sup>30</sup>Si影響は、ラザフォード散乱を仮定して差し引いた。<sup>12</sup>C、<sup>16</sup>0、 <sup>28</sup>Siの弾性散乱断面積はラザフォード散乱断面積(7MeVにおいてそれぞれ、0.003、0.006、 0.020 barn/str)に比べ最大1~2桁増加することが分かる。炭素・酸素は弾性散乱だけ が起こるが、ケイ素では、非弾性散乱も起こる。これらを評価した結果も報告する。



1) 米沢ほか 第31回放射化学討論会予稿集 pp 120-123、1987

Backscattering analysis using 7 MeV alpha particle Hiroki YONEZAWA、Yushi SUZUKI、 Toshio SHIGEMATSU NTT Applied Electronics Laboratories 3A06

## P | X E による石英ガラス膜中のチタンの分析

#### (NIT電子応用研究所) 〇鈴木裕史、米沢洋樹、重松俊男

1. はじめに

これまで、RBSや共鳴弾性散乱を用いて組成を中心に薄膜分析を進めてきたが、ここでは、感度および元素の分離能を向上させ、より広範囲な薄膜分析を可能にするため、R BS・共鳴散乱と連動させる荷電粒子励起X線分析法(Particle Induced X-ray Emission: PIXE)について検討した。例えば、チタンを添加し た石英ガラス膜中のチタンを定量する場合、PIXEによって正確な濃度分布を評価する ためには、石英ガラスの実効膜厚を決定するとともに、チタンの蛍光X線断面積の衝撃粒 子エネルギー依存性、およびX線の吸収補正が必要になる。これらを考慮して、衝撃粒子 である陽子のエネルギーを変化させて、チタンの蛍光X線断面積の衝撃粒子エネルギー依 存性を確認した。

2. 実験方法

実験には、サイクロトロンで加速された4から1.8MeVの陽子(5nA, 1mm $\phi$ ) を用いた。このビームを試料に衝撃し、SSB検出器で後方散乱陽子を、またSi(Li) 検出器で蛍光X線をそれぞれ測定した。分析試料は、Si単結晶基板上に作成した厚さ約 25 $\mu$ mのチタン添加石英膜である。このSi基板を15x15mmに切断して測定試料と した。膜厚、チタン濃度の面内分布は、間隔を1.5mmとして、基盤の対角線方向に測 定した。標準試料としては、チタン箔(5 $\mu$ mおよび10 $\mu$ m)を用いた。

3. 解析方法

チタンの蛍光X線断面積は衝撃粒子エネルギーに対して一次の依存性を持つと仮定し、 試料膜を蛍光X線断面積の変化が無視し得る程度に分割して、各層でのエネルギーにおけ る蛍光X線量を算出した。各層でのエネルギーおよび蛍光X線断面積は、層の両端の値の 平均値を用いた。これらを、各層でのX線の吸収を考慮しつつ足し合わせたものを全蛍光 X線量とした。

標準試料のチタン箔を4MeVから1.8MeVまで衝撃粒子のエネルギーを変えて衝撃し、その結果を計算で求めた値と比較した。結果をFig.1および2に示す。図から明らかなように、蛍光X線断面積の一次近似は、4から2.5MeVの範囲で成り立つことを確認した。なお、標準試料のチタン箔の膜厚は後方散乱スペクトルの幅から求めた。

4. 結果

石英ガラス膜の膜厚は4MeV陽子を用いて、酸素の後方散乱スペクトルの幅から評価 した。求めた石英の実効膜厚は、平均4.92mg/cm<sup>2</sup>(22.4µm)であり、試料

すずきゆうし、よねざわひろき、しげまつとしお

面内で均一であった。

チタン濃度は、蛍光X線断面積のエネルギー依存性が、4から2.5MeVの範囲で一次近似が成り立つことが確認できたので、試料による自己吸収と蛍光X線断面積を補正し、 求めた。その結果、チタンも面内で均一に分布するとともに、得られた濃度は荷電粒子放 射化分析法によって得た定量値とほぼ一致した。これらの結果より、石英ガラス膜中のチ タンの非破壊分析法としての本方法の有効性が確認され、PIXEによる比較的厚い石英 膜の正確で迅速な非破壊分析を可能にした。





Fig.2 校正係数(チタンKα線イールドの 実測値/X線断面積の計算値)の入 射粒子エネルギー依存性

ANALYSIS OF TITANIUM IN FILM OF SILICA GLASS BY PARTICLE INDUCED X-RAY EMISSION Yushi SUZUKI, Hiroki YONEZAWA, Toshio SHIGENATSU NTT Applied Electronics Laboratories

## 3A07

生体試料中微量元素のPIXE分析(第2報)

### 〇 湯川雅枝 桜井四郎\* 喜多尾憲助 角田文男\* (放射線医学総合研究所) (\*岩手医科大学)

【はじめに】

荷電粒子励起X線(PIXE)分析法は高感度微量元素分析法の一つで、試料を化学処 理する事なく分析できる特長を備えている。我々はこの方法を生体中の微量元素分析に応 用してきた。しかしながら、薄膜試料を作らずに比較的厚い試料を照射することが多い非 破壊分析ではチャージアップが生じX線スペクトロメトリが困難になる場合がある。又、 元素の定量に内部標準添加法を用いることが出来ない。そこで、試料への帯電を防止する 方法をいくつか試みるとともに、生体試料表面に一定厚の金属蒸着膜を作り、その金属を 比較標準とすることを試みた。

【試料及び方法】

- チャージアップ防止方法の検討…照射試料に導電性を持たせるため、電子顕微鏡用の テクニックを参考に、①バッキング材として炭素の薄い板を用いる、②炭素粉末を付着 させた両面接着テープを張る、③真空蒸着装置により炭素の薄膜を蒸着する、④カーボ ンペーストにより試料を固定する、の四通りの方法について検討した。
- 2. 金属蒸着膜の検討… Makrofol にサンブル固定剤のアラルダイトのみ乗せたものに、 PtおよびPdをいろいろな厚さに蒸着したものを用意し、定量用の比較標準検討試料 とした。
- 3. 試料…生体試料の例として人の肝臓を凍結乾燥したものを約 2mm x 2mm x 0.5mmの大き さに切ったもの用いた。Makrofolフィルム上にアラルダイトを約 0.5mm厚さで直径約 1 cmの円形に広げて塗り付け、試料切片を乗せて固定した。この測定試料はMakrofolフィ ルムごとアルミの枠に取り付けて照射試料とした。
- 4. 陽子線照射及びX線計測…従来と同様、3MV バンデクラーフ加速器による2.3MeVの陽 子ビームを用い励起されたX線はSi(Li)検出器で計測した。ビーム電流は約10nA、ビー ムサイズは短径 1mm長径 1.5mmの楕円である。照射時間は約10分で、励起されるX線 強度は照射陽子の電荷量でノーマライズした。

【結果と考察】

1. チャージアップの防止について

上記四種の炭素材中の不純物を調べるため、陽子照射を行った。結果を図-1に示す。 カーボンペーストはFeとZnを含んでいたが、他の素材は元素分析を妨害する不純物は なく生体試料の分析に十分応用できることがわかった。試料の一部分に直接張り付けて用 いる炭素両面テープは、一番手軽に試料に導電性を持たせることができる。包埋剤に埋め 込んだ小さな試料の照射やマイクロビームによる走査分析の場合には試料表面を炭素蒸着 膜で覆う方法が良い。結果の一例を図-2に示した。肝臓を陽子照射したときのPIXE スペクトルで、左がチャージアップ防止策を何も施さなかった時のもの、右側が炭素を真

ゆかわまさえ、さくらいしろう、きたおけんすけ、つのだふみお

空蒸着したものである。炭素の薄膜により、帯電を防止してバックグラウンドを下げることができ、検出可能な元素数が増えると共に統計精度をあげることができた。

**2.**金属蒸着膜の純度と精度について

蒸着されたPt及びPt-Pd混合物のPIXEスペクトルから膜厚は均一で蒸着時間と

共に直線的に増加することが認 められた。図-3に蒸着膜のP IXEスペクトルの例を示す。 Ptは、生体微量元素のピーク 位置付近にLX線のピークがあ ることと不純物のために元素量 定重のための標準としては不適 当である。PdはPtに比べて 不純物も少なく、KX線のピー ク位置には生体元素のピークも ないので標準として使用可能で ある。

【まとめ】

以上の結果より、試料の帯電 防止には炭素粘着テープを用い るのが簡便であること、テープ が使用できない試料の場合は炭 素蒸着が良いことが分かった。 又、定量に用いる標準物質とし て試料表面に蒸着した金属薄膜 が使えることが分かった。





X-ray energy Fig.2 Effect of carbon evaporation on PIXE spectra of human liver.



Fig.3 PIXE spectra of Pt and Pt-Pd evaporated of epoxy resin.

PIXE analysis of trace elements in biologival samples (No.2). Masae Yukawa and Kensuke Kitao, National Institute of Radiological Sciences Shiro Sakurai and Humio Tsunoda, Iwate Medical University

## 3A08

G e 検出器の光電ピーク波形関数: 相互作用位置依存モデル

(熊大・工) 岸川俊明

<u>1. はじめに</u>

半導体検出器が開発実用化されて20年以上になるが、光電ピークの波形関数は 解明されないまま今日に至っている。演者らはγ線スペクトロスコピーにおいて光 電ピーク周辺(光電ピークプロフィル)の入力信号、及び検出器内のエネルギー情 報担体についての確率事象の分析を行い、これを基に光電ピーク波形関数モデルを 提案し、パラメータを最尤推定法で得ている[1]。 しかしそこでは、γ線の入力信 号関数、 MCAメモリーに収納される出力波形関数及びその間の伝達関数との関係が 明らかにされていなかった。今回は、伝達関数として装置関数の概念を導入し、波 形関数との関係を明らかにした。更に、検出器内での相互作用位置依存モデルを提 案した[2]。

#### <u>2.実験</u>

標準線源(<sup>152</sup>Euおよび<sup>133</sup>Ba-<sup>137</sup>Cs-<sup>60</sup>Co混合線源)による標準スペクトルは HP Ge検出器つき波高分析器により得た。ピーク形状のベース部分の差引は最小自乗推 定により、波形部分のパラメータは最尤推定法により得た。

#### 3. 結果と考察

3.1. 装置関数 光電効果により電荷担体(電子正孔対)の生成から、MCAメモ リーに1カウント収録されるまでの事象(a)電荷担体生成の統計的動揺、(b) 電荷担体の捕獲中心によるトラッピング(ランダムエスケープ)、及び(c)検出 器及び測定系での電子ノイズにより装置関数が形成される。これらの事象は統計学 的に互いに独立であり、確率積定理が成り立つた。この複合確率が装置関数であり、 各確率密度関数の重畳として得られる。(b)のランダムエスケープ事象は離散型 の確率密度分布であり、ポアッソン分布関数で現された。その分布の平均は

™<sub>EW</sub> = pE/E<sub>p</sub> = EL<sub>p</sub> (E<sub>P</sub>: 電子正孔対生成の平均エネルギー) (1)

3.2.相互作用位置依存モデル ランダムエスケープ事象に対して相互作用位 置依存モデルを考える。検出器内の相互作用位置rで生成した電荷担体が位置r まで微分移動距離drD移動する場合の分布の平均は、LHを平均自由移動距離とす ると、

$$m_{C}(\mathbf{r},\mathbf{r}_{T}) = E/E_{P} \left[1 - \exp\left(\int_{\mathbf{r}}^{\mathbf{r}} d\mathbf{r}_{D}/L_{H}\right)\right]$$
(2)

r を区分点 z で置き換え、必要な処理を行うと、式(1)の捕獲確率 p に対応する きしかわとしあき

-222 -

位置依存捕獲確率 p (z, z, )が得られる。これによる確率密度分布の規格化され た和がランダムエスケープの確率密度分布である。その分布の平均は、式(1)に 対応して、

$$m_{EW}(z) = p(z) (E/E_p) = E^2 p_0(z)/E_p = E^2 L_E(z)$$
 (3)

3.3.装置関数と波形関数との関係 入力信号関数に装置関数を重量すると出力信号関数(波形関数)が得られる。入力信号は目的 γ線の他に制動放射線とのランダムサミング信号からなる。後者の関数形は特定することが困難であることから、ベース部分の計数を見積ることが出来ない。しかし、ランダムサミング計数が検出器の計数効率に比例することから信号計数とランダムサミング計数の一部をポアッソン分布関数で近似した。その分布の平均は

$$m_{S}(E) = L_{S} e_{D}(E) \qquad (4)$$

である。

<u>3.4.最尤推定による波形パラメータ</u> 得られた波形パラメータの一例と光電ピー ク波形を図1-3に示**す**。

<u>文献</u>

[1] 岸川、第33回放射化学討論会、3C05(1988).

[2] T. Kishikawa, Memoirs Fac.Eng.Kumamoto

Univ. 35(1991)16; 7th Symp. Radiation Measurement and Applications (Mi chigan, May, 1990).



PHOTOPEAK SHAPE FUNCTION OF A Ge DETECTOR: INTERACTION POSITION DEPENDENT MODEL

Toshiaki KISHIKAWA, Fuculty of Engineering, Kumamoto University



3A09

Ge検出器の光電ピーク波形関数:

エネルギー較正についての考察

(熊大・工) 岸川俊明

1. はじめに

さきに解明された光電ピーク波形関数[1]により、 半導体検出器による γ 線スペ クトロメトリでは見かけのピーク位置(最確ピーク位置 xp、以下ピーク位置という) が入射光子のエネルギーの真の位置(セントロイド xc)を代表しないことが判明し た。現在、 γ 線スペクトロスコピーにおけるエネルギー較正は、 標準線 源を用いて、 エネルギーとピーク位置との関数 E(xp)(多項式適合関数、または 1 次関数と非直 線性補正関数の併用)が慣用されている。

一方、γ線の絶対参照エネルギー(回折法による:<sup>198</sup>Au 411.80441 ± 0.00108 keV、ヨウ素安定化He-Neレーザー波長で較正[2])に基づいて、Helmerら[3]は、標 準線源のエネルギーを精密測定している。彼らは、エネルギー決定に際して隣接ピ ークエネルギー差法を開発し、γ線エネルギーの精密測定を行っている。ここでも エネルギー較正は上記の慣用法によってなされている。

本研究では、 y線エネルギーの精密測定の際のエネルギー較正について考察する。 2.実験

標準線源(<sup>152</sup>Euおよび<sup>133</sup>Ba-<sup>137</sup>Cs-<sup>6®</sup>Co混合線源)による標準スペクトルは HP Ge検出器つき波高分析器により得た。ピーク形状のベース部分の差引は最小自乗推 定により、波形部分のパラメータは最尤推定法により得た。

3. 結果と考察

3.1. セントロイドの存在の証拠 Pehlら[6]は、一対の同軸型HPGe検出器( 同一ロットの結晶から調製されたp-type及びn-type)に速中性子照射による欠陥を 導入した場合、最確ピーク位置が低エネルギー側へシフトすることを報告している。 この事実はピークセントロイドの存在を証明している。

3.2. セントロイドとピーク位置との関係 セントロイドは入射線源のエネル ギーに依存する量である。これに対して、ピーク位置は波形パラメータ(セントロ イド、正規分布の標準偏差、ランダムエスケープ係数及びランダムサミング係数) に依存して決まる量であり、従って、測定器と測定条件(geometry、線源強度、制 動放射線の強度、及び散乱体の厚さ)に支配される。

<u>3.3. ピーク位置差の変化率</u> ピーク位置差の変化率は式(1)で定義される。  $\Delta E_{p}/\Delta E = 1 - C_{v}\Delta (x_{c} - x_{p})/\Delta E = 1 + \Delta$  (1)

きしかわとしあき

ここで、 △E<sub>P</sub> = C<sub>W</sub> ⊿x<sub>P</sub>はエネルギー換算ピーク位置差、C<sub>W</sub>は真のチャンネル幅(ke V/ch)、 △は変化率のずれ(PPm)を表す。図1はこの変化率を遷移エネルギーEに 対してプロットしたものである。図には、geometryを変化させた場合のずれ及び計 数率が異なる場合のずれの計算結果も示してある。この図から△はピーク位置x<sub>P</sub>の 変化に依存していることがわかる。即ち、異なる試料及び異なるgeometryによって E(x<sub>P</sub>)曲線がすべて異なることが波形関数モデルにより明らかにされた。このことは、 慣用エネルギー較正曲線E(x<sub>P</sub>)は、非直線性を本質的にもつばかりでなく、エネルギ 一較正曲線として採用することが出来ないことを意味している。

Helmerらが測定したいくつかの実験データ(<sup>51</sup> Cr、<sup>60</sup> Co、<sup>137</sup> Cs/<sup>137</sup> Ba、<sup>139</sup> Ce、 <sup>141</sup> Ce、<sup>153</sup> Sm/<sup>153</sup> Gd、<sup>170</sup> Tm、<sup>182</sup> Ta、<sup>183</sup> Ta、<sup>192</sup> Ir、<sup>198</sup> Au、<sup>199</sup> Au、<sup>203</sup> Hg)につい て、ピーク位置差の変化率を図2に示す。実験条件についての記載が十分でないが、 図2と同様の傾向がみられることはエネルギー較正曲線にE(xp)を採用することによ り実験条件に基づく系統誤差が導入されていることを示唆している。

#### <u>文献</u>

[1] T. Kishikawa, Memoirs Fac.Eng.Kumamoto Univ.35(1991)16; 7th Symp.Radiat ion Measurement and Applications(May,1990); 岸川、第33回放射化学討論会、3C05(1988).
[2] E.G. Kessler, Jr. et al., Phys.Rev.Lett.40(1978)171.
[3] R.G. Helmer et al. Nucl.Instr.Meth.155(1978)189; 77(1970)141; 96(1971)173; 15 9(1979)465.



PHOTOPEAK SHAPE FUNCTION OF A Ge DETECTOR: ON ENERGY CALIBRATION Toshiaki KISHIKAWA, Fuculty of Engineering, Kumamoto University

## 3B01

## メスバウアー分光法による酸素欠損ペロブスカイト A<sub>2</sub>F e<sub>2-×</sub>C r<sub>×</sub>O<sub>5+y</sub> (A=Ca, S r)の研究

(東工大総合理工、Univ. of Leeds) 〇松尾基之、T. C. Gibb

[はじめに] ペロブスカイト構造ABO<sub>3</sub>(A=アルカリ土類・希土類、B=遷移金属) は、遷移金属イオンを高い酸化状態で安定化することができ、又、陰イオン格子中に酸素 欠損による空孔を多く含むことができるため、大変興味深い。この構造に酸素欠損を規則 的に導入すると、四面体及び八面体配位の陽イオンが交互に層をなす、ブラウンミラーラ イト構造(一般式A2B205)を示す。本研究では、AサイトにCa又はSr、BサイトにFeとCr を含むペロブスカイト化合物の<sup>57</sup>Feメスバウアースペクトルを測定し、ブラウンミラーラ イト相の出現等、その構造と磁性について興味深い知見を得たので、その結果を報告する。

[実験] <u>a.試料</u> すべての試料は固相反応法によって調製した。即ち、高純度のFe<sub>2</sub>0<sub>3</sub> とCr<sub>2</sub>0<sub>3</sub> の粉末試薬を一定のモル比になるように正確に秤量、CaCO<sub>3</sub> 又はSrCO<sub>3</sub> と十分よ く混合した上で圧縮し、空気中で1200℃、1~2週間加熱し、仮焼成した。この間に 2回以上粉砕、混合を繰り返した。次に、空気中、アルゴン中、又は真空中で数日間アニ ールし、徐冷(25℃/hr)、液体窒素中での急冷等の熱処理を行なった。

<u>b. 測定</u> 調製した試料は、まず粉末X線回折法により、一次評価を行なった。酸素の化学 分析値yは、酸化還元滴定法により求めたFe<sup>4+</sup>又はCr<sup>4+</sup>含量から、算出した。メスバウア -スペクトルは、<sup>57</sup>Co/Rh線源を用いて、4.2~600Kの温度範囲で測定した。

[結果及び考察] 試料中のCr含量xは、Fe:Crの比が整数比になるように、0.5、0.67、

1.0 の3種類を選んだ。表1に、種々の条件下で合成した 試料の酸素分析値yを示す。同一条件下では、yの値はx の値が大きいほど大きく、試料の酸素含量をCrの酸化状態 が支配していることが示唆された。このことは、すべての 試料中で鉄がFe<sup>3+</sup>の状態であるというメスパウアースペク トルの結果とよく一致した。



conditiono	Ca <sub>2</sub>	$Ca_2Fe_{2-x}Cr_xO_{5+y}$			Sr2Fe2-xCrxO5+y		
Conditions	x=0.50	x=0.67	x=1.00	x=0.50	x=0.67	x=1.00	
1200°C slow cool	0.343	-	0.705	-	-	1.101	
1300°C guench	0.213	0.344	0.464	0.450	0.507	0.959	
1200℃ quench	0.181	0.304	0.513	0.496	0.656	0.938	
1100°C guench	0.235	0.411	0.540	0.571	0.753	1.359	
1000℃ quench	0.288	0.454	0.669	0.637	0.750	1.398	
1200℃ air→Ar	0.027	0.012	0.048	0.285	0.326	0.492	
1200℃ Ar only	-	-	-	0.283	0.312	0.260	
1200°C vacuo	0.005	0.012	0.030	0.107	0.161	0.318	

表1 種々の条件下で合成した試料の酸素分析値 y



まつお もとゆき、テレンス シー ギッブ

バウアースペクトルを図1に示す。2組のsextetは典型 的なブラウンミラーライトCa<sub>2</sub>Fe<sub>2</sub>0<sub>5</sub>のピーク位置とよく 一致し、四面体(tet)及び八面体配位(oct)のFe<sup>3+</sup>に対 応するが、いずれのスペクトルでも、octが小さく、 このサイトをCr<sup>3+</sup>が選択的に置換したことが示された。 x=1.0の試料では、中央に常磁性Fe<sup>3+</sup>のダブレットが検 出されたが、これはフェライト相が析出したためと考え られた。スペクトルのピーク面積の解析から、この試料 は、次のような組成を持つ成分の混合物であることがわ かつた。 0.56Ca<sub>2</sub>(Fe<sub>1.43</sub>Cr<sub>8.57</sub>)0<sub>5</sub>

+0.44 {Ca(Fe@.45Cr1.55)04+Ca0} 又、このことから、ブラウンミラーライト相中のCr<sup>3+</sup>は 最大28%までFe<sup>3+</sup>を置換し得ることが示唆された。

図2に、x=0.5の試料Ca2Fe1.5Cr0.505のメスバウア ースペクトルの温度依存性を示す。460Kで左右対称 なダブレットになり、この温度がネール点であることが わかった。この温度は、Ca2Fe205の725Kに比べて著 しく小さく、Crの置換がネール温度の低下に大きく寄与 していることが示唆された。

空気中でアニール後、液体窒素中に投じてクエンチした試料は、いずれも酸化されており、真空中でアニールした試料より大きなyの値を示した。図3に、種々の温度からクエンチしたx=1.0の試料Ca2FeCrO5+yの室温におけるメスバウアースペクトルを示す。1100℃以下ではブラウンミラーライトのsextetsとフェライトのダブレットがみられ、X線ではCa3Cr208も同定された。一方、1200℃以上では左右非対称なダブレットが見られ、斜方晶系のペロブスカイト相中のFe<sup>3+</sup>と同定された。

AサイトがSrの試料は、対応するCa系の試料に比べて 系統的にyの値が大きく(表1)、酸化されやすいこと がわかった。このため、酸素欠損が規則配列したブラウ ンミラーライト相が検出できなかった。しかし、焼成条 件をていねいに制御することにより、種々の興味深いペ ロブスカイト関連化合物の生成が確認された。

A STUDY OF THE OXYGEN-DEFICIENT PEROVSKITE SYSTEM  $A_2Fe_{2-x}Cr_xO_{5+y}$  (A=Ca,Sr) BY MÖSSBAUER SPECTROSCOPY



図2.Ca2Fe1.5Cr0.505のメスパックアー スペックトルの温度依存性



Motoyuki MATSUO, The Graduate School at Nagatsuta, Tokyo Institute of Technology Terence C. GIBB, School of Chemistry, The University of Leeds

## 3B02

<sup>121</sup>S bメスバウアー分光法によるアンチモン(V)複酸化物の 構造化学的研究

#### (東邦大 理)梶谷良樹,〇高橋 正,竹田満洲雄

アンチモン(V)の複酸化物の結晶内には、アンチモン原子に六つの酸素原子が配位した [Sb0\_s]八面体が存在し、それが稜や頂点、面を共有して連なっている、[Sb0\_s]八面体の連 結様式は、対になる陽イオンの電荷や大きさによって異なり、次のような構造が知られて いる;ペロブスカイト型構造( $\underline{\Pi}$ : Ba\_3H<sup>II</sup>Sb\_2O\_9),アンチモン酸鉛型構造( $\underline{\Pi}$ : H<sup>II</sup>Sb\_2O a),チタン鉄鉱型構造( $\underline{\Pi}$ : N<sup>IS</sup>SbO<sub>3</sub>),ルチル型構造( $\underline{V}$ : H<sup>III</sup>SbO<sub>4</sub>),三重ルチル型 構造( $\underline{V}$ : M<sup>II</sup>Sb\_2O\_6),ウェーバライト型構造( $\underline{V}$ : H<sup>III</sup>SbO<sub>2</sub>O<sub>7</sub>).これらの構造におい て[Sb0\_s]八面体には程度の差はあるが正八面体からの歪みが存在する.われわれは[SbO\_s] 八面体の連結様式や、その歪みぐあいが<sup>121</sup>Sbメスバウアースペクトルにどのように現れ るかを研究してきている<sup>1,2)</sup>.今回はメスバウアーパラメータを、拡張ヒュッケル分子軌 道法(EHMO)の計算結果を参考にしながら解釈することを試みる.

[実験] 試料は文献記載の方法で合成し、粉末X線回折により同定をおこなった、 メスバウアースペクトルはCa<sup>121m</sup>SnO<sub>3</sub>を線源として、線源、吸収体ともに20Kに冷却し ながら、Austin Science社製S-600スペクトロメーターを用いて測定した<sup>33</sup>、駆動速度は レーザー干渉計を用いて測定し、校正を<sup>57</sup>Co(Rh)を用いて鉄箔のスペクトルを測定してお こなった、スペクトルは、transmission integral法を用いて解析した。

[結果と考察] 解析結果を表にまとめる.ここで,異性体シフト(δ)の値は、20KでのInSbを基準とした値である. ⊥(ペロブスカイト型構造)とVI(ウェーバライト型構造) では、アンチモンのサイトに2種類存在するが、メスバウアースペクトルでは区別するこ とができなかった.

δの値に注目して表の値をながめると、構造により決った範囲の値をとっていることがわかる、δは既に指摘したように<sup>2</sup>、 <u>L</u> ≤ <u>M</u> ≤ <u>M</u> ≤ <u>M</u> ≤ <u>M</u> ≥ <u>M</u> となっている、δはまた陽イオンの電荷にも関係がある、陽イオンの電荷をイオンの体積で割った値の対数に対して δをプロットする<sup>4</sup>と相関が見られ、ここでも構造ごとにまとまって位置することが認められている<sup>1</sup>.

構造とδの間に関連があることは明白であるので、各構造でX線解析がなされている化 合物について [Sb0<sub>6</sub>]八面体の構造を調べてみることにする. [Sb0<sub>6</sub>]八面体の正八面体から 歪みの程度は定性的に <u>I</u> < <u>II</u> < <u>IV</u> < <u>U</u> < <u>V</u> < <u>U</u> < <u>V</u> と考えられ、その順序は陽イオンが1 価の Ⅲ(チタン鉄鉱型)を除けば、δの大きさの順と一致する.

[Sb0<sub>6</sub>]八面体の歪についてより詳しく調べる目的でEHMO計算をおこなった.構造解 析の結果から[Sb0<sub>6</sub>]八面体の各原子の座標を計算し,その位置にSb<sup>5+</sup>と0<sup>2-</sup>を置いてEH MO計算をおこない,atomic bond population(N<sub>r</sub>)を求めた.図に示すように[Sb0<sub>6</sub>] 八面体の歪が大きいと考えられる構造ほどN<sub>r</sub>(Sb 5s)が小さくなっていて,N<sub>r</sub>(Sb 5s)と *る*の間には良い相関が見られる.しかしながら,N<sub>r</sub>(Sb 5p)とるの間には相関は見られな

かじたによしき,たかはしまさし,たけだますお

かった. EHMO計算はイオン的な構造を過大 評価する傾向がある上に,ここでおこなている のは[Sb0<sub>6</sub>]?-という仮想的な独立したイオンに ついての計算であり,実際の結晶内の構造とは かけはなれた状態についての計算結果であるが, おそらく相対的なアンチモンの5s,5pのポピュ レーションの関係は正しいと思われる.

[Sb0] 八面体について構造解析で求められた 位置に各原子を置いたときのNrと、そのとき の平均のSb-〇結合距離をもつ正八面体につ いてのNrを比較してみると、Nr(Sb 5p)は正 八面体で大きいが、Nr(Sb 5s)は変らなかった. また[Sb0\_]<sup>?-</sup>についてC av対称を保ちながらSb-0結合距離または0-Sb-0結合角を変化させて, [Sb0<sub>6</sub>] 八面体が正八面体から歪むときのN<sub>r</sub>の 変化を調べてみた。結合角の変化は、Nr(Sb 5 p)を変化させるが、Nr(Sb 5s)は影響を受けな かった,結合距離の変化は、アンチモンの5s, 5pの両方のNrを変化させた.また, Nr(Sb 5s) は、歪ませた八面体のSb-0の距離の和と非常に 良い相関があり、結合距離が長くなるとN<sub>-</sub>(Sb 5s)が増大した、これらのことは、5sのポピュ レーションは主にSb-0結合の距離によって決っ ていることを示している.したがってδは5s軌 道の電子密度を反映するが、これは主に[Sb0s] 八面体の大きさによって決っているということ ができる. δが結晶構造のタイプによってある 範囲の値をとるのは,陽イオンの大きさや電荷 によって結晶構造が決まり,それが [Sb0e] 八面 体の大きさを規定してしまうからと考えられる。 1) 梶谷, 高橋, 竹田, 日本化学 「参考文献] 会第59春季年会、3F57 横浜(1990).2)竹田, 梶谷, 髙橋, 第27回理工学における同位元素研 究発表会, 東京 (1990). 3)竹田, Radioisotopes, 34, 628 (1985). 4)J.B. Wooten et al. J. Inorg. Nucl. Chem., 36, 2177 (1974).

Table  $$121\mbox{ Sb}$ Mössbauer parameters for antimony(V) double oxides at 20 K$ 

	. δ*	e <sup>2</sup> qQ	2٢	η
compound		mm s <sup>-1</sup>	s-1	
Ilmenite struct	ure			
LiSbOa	8.31	-5.10	2.74	0.89
NaSboz	8.24	-5.04	2.74	0.82
KSb03	8.06	-3.99	2.90	0.48
Trirutile struc	ture			
MgSb <sub>2</sub> O <sub>6</sub>	8.70	-3.62	2,95	0.62
ZnSb <sub>2</sub> O <sub>6</sub>	8.58	-4.71	2.77	0.55
CuSb <sub>2</sub> 0 <sub>6</sub>	8.60	-3.42	2.85	0.75
Lead antimonate	structure			
CaSb <sub>2</sub> 06	8.35	-4.86	2.73	0.78
SrSb <sub>2</sub> 0 <sub>6</sub>	8.23	-4.22	2.78	0.14
BaSb <sub>2</sub> O <sub>6</sub>	8.18	-4.22	2.78	0.52
CdSb <sub>2</sub> O <sub>6</sub>	8.17	-4.79	2.83	0.50
PbSb <sub>2</sub> O <sub>6</sub>	7.95	-4.78	2.73	0.68
Weberite struct	ure			
Cd2Sb207	8.71	-5.56	· 2.72	0.83
Rutile structur	e			
Alsbo	8.70	-5.28	2.69	0.99
CrSb04	8.21	-5.03	2.75	0.95
Perovskite stru	icture			
Ba <sub>3</sub> MgSb <sub>2</sub> O <sub>9</sub>	8.05	-3.84	2.72	0.65
BayCuSb2Og	7.95	-4.98	2.88	0.99
Ba3MnSb209	7.75	-3.95	2.62	0.43
Ba <sub>3</sub> CoSb <sub>2</sub> O <sub>9</sub>	7.84	-4.12	2.67	0.74
Ba NiSb 209	8.02	-6.05	2.64	0.72
Ba <sub>3</sub> ZnSb <sub>2</sub> O <sub>9</sub>	7.86	-4.17	2.67	0.58

\* Relative to InSb at 20 K.



Fig. Plot of Sb 5s population against &

STRUCTURAL STUDY OF ANTIMONY(V) DOUBLE OXIDES BY <sup>121</sup>Sb MÖSSBAUER SPECTROSCOPY

Yoshiki KAJITANI, Masashi TAKAHASHI, and Masuo TAKEDA, Faculty of Science, Toho University

## 3B03

<sup>121</sup>Sbメスバウアー分光によるMnSbの研究

(電通大・電子物性)	中村仁、山田修義、浅井吉蔵
(理研≏)	○小林義男⁴、安部文敏⁰

【はじめに】

<sup>121</sup>Sbメスバウアー分光法は、<sup>121</sup> Snからβ壊変で生成する<sup>121</sup>Sbの37.14keVのγ線を用 いるものであるが(図1)、線源強度が弱いこと、<sup>121</sup>SbのX線強度が大きくメスバウアー γ線を分離して計測することが困難であること、γ線のエネルギーが比較的高いため、線 源、吸収体共に低温に保つ必要があるなどの実験的困難がある。しかしSbは半導体等の重

要な構成元素であり、その電子状態を知ることは 重要である。又、Sb自身は非磁性元素であるがSb を含む遷移金属化合物の磁性は極めて多彩である。 NiAs型結晶構造を持つ3d遷移金属プニクタイトの うち Mng.5+xSbg.5-x(0.0≤x<0.08)は強磁性体で あるが、 xの増加にともない磁化とキュリー温度 が顕著に減少することが知られている。今回、こ れらの試料を作成し、<sup>121</sup>Sbメスバウアー分光に よる研究を行ったのでその結果を報告する。



図1.<sup>121</sup><sup>n</sup>Sn→<sup>121</sup>Sbの壊変図

【試料作成と磁化測定】

今回吸収体とした試料は、Mn金属(99.9%)とSb(99.999%)をAr雰囲気中でアーク熔解、または真空封入して電気炉で融解して作成した。さらに各試料は測定前に、真空中、600℃で 一週間の熱処理を行った。磁化測定の結果、キュリー温度は、x=0.0の試料では315℃、x= 0.05の試料では約120℃であり、以前の研究<sup>1)</sup>と一致していることを確認した(図2)。



図2. Mne. ₅+xSbe. ₅-xの室温での磁化と キュリー温度<sup>1</sup>?今回の測定点は○. △



なかむらじん、やまだのぶよし、あさいきちぞう、こばやしよしお、あんべふみとし

#### 【測定】

メスバウアー線源には、<sup>121m</sup>SnO<sub>2</sub>(0.2 mCi)を用いた。<sup>121m</sup>SnO<sub>2</sub>のpure Ge検出器による エネルギースペクトルを図3に示す。メスバウアーγ線に比べ強度の強いSbのKα-,Kβ-X 線がみられるが、メスバウアーγ線はそれらからきれいに分離して観測される。従来の研 究では比例計数管やシンチレーション検出器を用いた為にこの分離が不十分でメスバウア ーγ線の計測にエスケープピークを数えていたが、今回の研究ではこのGe検出器により直 接 37.14keVのメスバウアーγ線を計数した。測定は線源・吸収体共に液体窒素温度に保っ て行った。1つのメスバウアースペクトルを得るのに、5-7日間測定を行った。

【結果】

得られたメスバウアースペクトルを図4に示す。 横軸の速度は121™SnO₂線源基準である。 x=0.0の 試料では、明確な磁気分裂が確認され、超微細磁 場の大きさは約380k0eであり、以前の研究と一致 している。<sup>2)</sup>しかしx=0.05の試料では超微細磁場 の大きさは2割程度減少しかつ若干の分布がみら れる。 Sbは非磁性イオンであるので<sup>121</sup>Sbの受け る超微細磁場は周囲のMnイオンの磁気モーメント に起因すると考えられる。T.Okita and Y.Makino は磁化測定の結果(図2)から、 x=0ではMnイオ ンは図5の A-site のみを占め、それらの磁気モ ーメントは平行であるが、Mn濃度の増加にともな い、過剰のMnイオンは B-site にも入り、それら の磁気モーメントは A-site Mnと反平行であると 結論している。1) 今回の研究で明らかになった、 x=0.05の試料における121Sbの超微細磁場の減少 も、この B-site Mnの反平行な磁気モーメントに よる A-site Mnと逆向きの寄与によると定性的に は考えられる。現在定量的な検討を進めている。

試料作成、磁化測定には、電通大、武田貴宜、 加藤教幸両氏の協力を得た。







図5. Mng.s+xSbg.s-xの結晶構造

REF.

1)T.Okita and Y.Makino, J.Phys.Soc.Jpn.<u>25</u>,120(1968).
 2)S.L.Ruby and G.M.Kaluvius, Phys.Rev.<u>155</u>,353(1967).

#### 121Sb MÖSSBAUER SPECTROSCOPY OF MnSb

Univ.of Electro-comm., Jin NAKAMURA, Nobuyoshi YAMADA and Kichizo ASAI The Inst.of Phys.and Chem.Res.(RIKEN)<sup>A</sup>, Yoshio KOBAYASHI<sup>A</sup>, Fumitoshi AMBE<sup>A</sup> Ag - Au - Ch (Ch = S, Se) 系における<sup>197</sup> Au メスバウアー 効果

(広島大理・京大原子炉・)	酒井 宏、	〇安藤 学、	木下将和、
•	市坡純雄、	前田・豊・	

【緒言】

3B04

Ag-Au-Ch (Ch=S,Se) 系は、各々の相転移点(Table.1) 以上の高温において、アニオン は体心立方、または単純立方格子を形成し、カチオンはアニオンの格子間に無秩序に分布

する立方晶平均構造(α相)をとる。低温相(β相) ではカチオンは秩序的に配列しており半導体的である が、α相ではAg<sup>+</sup>とAu<sup>+</sup>は溶液中のイオンと似た挙動 をするため、β相からα相への転移に伴ってイオン伝 導性が増大することが知られている。<sup>1)2)</sup>本研究では、 このように特異な物性を示すAg<sub>2</sub>-xAuxChのβ相、α相 を粉末X線回折により同定すると共に、β相における Auイオンのサイトの環境や結合性、またカルコゲンの 相違やAu導入量による変化を<sup>197</sup>Au メスバウアー分光 法を用いて検討した。

Table.1 Transiti	On cemp./w
Ag1.8Au8.2S	391
Ag1.5 Au8.5 S	458
AgAuS	580
Ag1.8Au8.2Se	465
Ag1.5Au8.5Se	538

mehle 1 Mususition tomp /K

【実験】

Ag2-xAuxS およびAg2-xAuxSeは種々のx値に応じて、各元素を所定のモル比で混合した 後、石英管中に真空封入し、700℃ で24時間加熱し自然冷却することにより得た。<sup>197</sup>Au メスバウアースペクトルは、<sup>197</sup>Pt を線源とし、NaI シンチレーション検出器を用いて、 線源および試料を16Kに冷却し測定した。線源は90%以上濃縮された<sup>196</sup>Ptのデイスクを京 大原子炉(KUR)で1時間中性子照射(熱中性子束2×10<sup>13</sup>n cm<sup>-1</sup>s<sup>-1</sup>)することにより 得た。得られたスペクトルは最小二乗法により解析し、異性体シフト(IS)、四極子分裂 (QS)、線幅(Γ)を求めた。

【結果及び考察】

 $Ag_{2-x}Au_{x}S$ におけるx=0.2,0.5,1.0 の<sup>197</sup>Au メスバウアースペクトルをFig.1 に、Ag 2-xAu<sub>x</sub>Seにおけるx=0.2,0.5 のスペクトルをFig.2 にAu金属のスペクトルと共に示す。 い ずれもIg=3/2、Ie=1/2による四極子ダブレットを与える。Fig.1(C)では不純物のAu金属に よるピークを含んでいると思われる。得られたパラメーターをTable.2 にまとめたが、 x の値の変化による異性体シフトおよび四極子分裂の顕著な変化はみられなかった。この系 における安定化合物としてAg<sub>3</sub>AuS<sub>2</sub>,AgAuS およびAg<sub>3</sub>AuSe<sub>2</sub>が報告されており、<sup>3)</sup>0<x<0 .5の範囲においては各々Ag<sub>2</sub>S+Ag<sub>3</sub>AuS<sub>2</sub>、 Ag<sub>2</sub>Se+Ag<sub>3</sub>AuSe<sub>2</sub> を形成していると考えられる。 またAg<sub>3</sub>AuS<sub>2</sub> は正方晶系、AgAuS は単斜晶系と結晶系は異なるのだが、パラメーターの変 化はなかった。

類似の系Ag2-xAuxI の場合と比較すると、IS、QS、共にS, Se系の方が大きな値を示す

さかいひろし、あんどうまなぶ、きのしたまさかず、いちばすみお、まえだゆたか



Fig.l <sup>197</sup>Au Mössbauer spectra at 16K of  $Ag_{2-X}Au_XS$ : a)x=0.2; b)x=0.5; c)x= 1.0.

ことからS. S e 系の方が I 系よりも共有 結合性が高いと考えられる。低温において は I 系は絶縁体、S. S e 系は半導体であ ることから電導性の面でも相関が考えられ る。これら一連の系は、他の金化合物に比 べ共鳴吸収量が少ないことよりデバイ温度 はやや低いと思われる。またカルコゲンが S.Se.Te と原子番号が増加するにつれて共 鳴吸収量は減少する傾向にあり、T e 系は 16Kでは共鳴吸収は観測されなかった。こ のことからカルコゲンのイオン半径の大き さがAuとその配位子との結合の強さに寄与 していることが予想される。

#### 【参考文献】

- J.C.W.Folmer, P.Hofman, and G.A.Wiegers, J.Less-Common Met., <u>48</u>, 251 (1976).
- 2) G.A.Wiegers, J.Less-Common Met., <u>48</u>, 269 (1976).
- 3) T.J.M.Smit, E.Venema, J.Wiersma, and G.A.Wiegers, J.Solid State Chem., <u>2</u>, 309 (1970).

## 197 Au MÖSSBAUER EFFECT OF Ag-Au-Ch(Ch=S,Se)SYSTEM

Faculty of Science, Hiroshima University, Hiroshi SAKAI, Manabu ANDO, Masakazu KINOSHITA, and Sumio ICHIBA Research Reactor Institute, Kyoto University, Yutaka MAEDA



Fig.2 <sup>197</sup>Au Mössbauer spectra at 16K of a)Ag<sub>1.8</sub>Au<sub>0.2</sub>Se, b)Ag<sub>1.5</sub>Au<sub>0.5</sub>Se, and c)Au metal.

Table.2 Mössbauer parameters; IS is taken relative to a Au metal.

Formulas	IS/mms <sup>-1</sup>	QS/mms <sup>-1</sup>	Γ/mms <sup>-1</sup>
Ag1. 8 Aun. 2 S	2.91	5.43	2.12
Λg1.5Λu8.5S	2.71	5.38	1.95
AgAuS	2.66	5.36	2.33
Ад1. 8 Лия. 2 Se	2.50	4.99	2.06
∧gı.s∧uя.sSe	2.39	5.00	1. 94
Age. 8 Aue. 2 I	0.79	4.51	2.32
Age.sAue.sI	0.76	4.64	1.84

## 3B05

光感応性酵素に関する研究:光活性化前後の鉄原子の状態変化

(理研・早大理工・)長棟輝行・本田 淳・小林義男・遠藤 勲・ 安部文敏・〇寺谷貴孝・・平田 彰・

緒言

バクテリア<u>Rhodococcus</u> sp.N-771の有するニトリルヒドラターゼ(NHase)はニトリルに水 を添加しアミドに変換する酵素である。

 $R - C N + H_2 O \rightarrow R - C O N H_2$ 

この酵素には活性型と不活性型が存在し、不活性型の酵素は近紫外光を吸収し活性化され るという特異な性質がある。演者らはこの光活性化現象を解明することを目的としている。 演者らは今までに、NHaseが2つのサブユニットからなる二量体で分子量が約60,000である こと、酵素1分子中に鉄2原子を有する非ヘム鉄タンパク質でPQQ(と°DDキJリンキノン)という補 酵素も持つこと等を明らかにしている。そして、光活性化前後での本酵素の状態変化をこ れまでに様々な分光学的手法を用いて検討を行った結果、酵素中の鉄原子及びその周辺の 状態変化が光活性化に関与していることが示唆された<sup>11</sup>。本研究では、このメカニズムを さらに明らかにするために不活性型及び活性型酵素のメスバウアースペクトルを測定し、 光活性化前後の酵素中の鉄原子の価数変化を調べた。

#### 実験方法

保存菌体(<u>Bhodococcus</u> sp.N-771)をフラスコで2回前培養し、2**ℓ**通気攪拌型培養槽に より本培養を行った。前培養の培地組成を表-1に示す。本培養では、この培地に95%の安 定同位体<sup>57</sup>Feを含んだK<sub>3</sub>[Fe(C<sub>2</sub>O<sub>4</sub>)<sub>3</sub>]を40mg/1 添加し、<sup>57</sup>Feを含む酵素を菌体に生産させ た。集菌した菌体は冷暗所で充分に酵素活性を減衰させ、細胞破砕、遠心分離を行って粗 酵素液を得た。次いで硫安分画(40-60%飽和)、イオン交換クロマトグラフィー(Whatman DE-52)、疎水クロマトグラフィー(Toyopearl HW-65C)によって不活性型酵素を分離精製し た。全ての分離精製操作は暗室内、4℃で行った。得られた不活性型酵素を限外濾過によ って濃縮し(濃度:60mg protein/ml)、アクリル樹脂製のセル(20mmøx5mm,容量:1.5ml)に注 入、液体窒素により凍結したものを試料とし、不活性型、活性型酵素について様々な温度 でメスバウアースペクトルの測定を行った。

#### <u>結果及び考察</u>

光活性化前後のメスバウアースペクトルを図-1に示す。不活性型のメスバウアースペクトルでは二対の吸収線が現れたが、光を照射した活性型には1対の吸収線しか見られなかった。これらの吸収線は、異性体シフト及び四極子分裂の値より、不活性型では低スピンFe(II)、高スピンFe(III)由来の、活性型では高スピンFe(III)由来の吸収線であると推測

ながむねてるゆき、ほんだじゅん、こばやしよしお、えんどういさお、あんべふみとし、 てらたによしたか、ひらたあきら された。これより、不活性型酵素に光を照射することによって酵素中の鉄2原子に Fe(II)Fe(III)→ Fe(III)Fe(III) の酸化反応が起こっていることが明らかとなった。また、 低スピンFe(II)の異性体シフトの値が他の知られている低スピンFe(II)の値よりも小さか った。これは、本酵素が従来知られている鉄タンパク質よりもかなり異なったFe中心の構 造を持っていることを示唆しているものと推察された。

#### 引用文献

1)長棟ら:化学工学協会第53年会講演要旨集,p18(1988)



図-1: NHaseのメスバウアースペクトル

A STUDY ON A PHOTORESPONSIVE ENZYME; THE VALENCY CHANGE IN IRON ATOMS DURING PHOTOIRRADIATION

Teruyuki NAGAMUNE, Jun HONDA, Yoshio KOBAYASHI, Isao ENDO, Fumitoshi ANBE, The Institute of Physical and Chemical Research (RIKEN) Yoshitaka TERATANI, Akira HIRATA, School of Science and Engineering, Waseda University

## 3B06

メスバウアー分光法によるスズカケノキ樹皮中の鉄の状態分析

(東工大・総合理工) 〇小林孝彰・武藤憲一・松尾基之

1.はじめに 大気浮遊粒子のメスバウアースペクトルに見られる鉄の化学状態 の違いが具体的にどういう人間活動に関係しているのかを特定することは困難で、酸化鉄 や金属鉄に相当する磁気分裂成分が化石燃料の燃焼過程や鉄鋼業などの人間活動に由来す る可能性が報告されているだけである。そこで、本研究では移動発生源である自動車交通 による影響が都市域で特に大きい点に着目し、自動車交通という特定の人間活動が道路近 傍の大気浮遊粒子に含まれる鉄の化学状態にどのように影響しているかを検討した。

2.実験 大気浮遊粒子の捕集に は集塵機による通常の方法ではなく、都市域 に街路樹として広く分布しているスズカケノ キの樹皮が自動車交通に起因する大気浮遊粒 子を取り込んでいると予想して、自動車交通 量の異なる多くの地点から採取したスズカケ ノキの樹皮を用いた。交通量統計データが入 手できる東京付近の主要な交差点や都県境を 選び、7時から19時の12時間の通行車両 数が約1万台から12万台の範囲の19地点 で1989年7月から9月にかけて樹皮試料 を採取した。地上約1.5~2.0mの複数の幹か ら採取し等量ずつ混合、粉砕した試料約3g のメスバウアースペクトルをAUSTIN SCIENCE S600型スペクトロメーターにより主とし て室温で測定した。スペクトルの解析は個々 のピークの形状をローレンツ型として、その 線形結合によるカーブフィッティングをパソ コンによって行った。

3. 結果と考察 採取した各地のス ズカケノキ樹皮の室温測定でのメスバウアー スペクトル例を図1に示す。19箇所すべて のメスバウアースペクトルにみられた2組の doubletは常磁性Fe<sup>3+</sup>および常磁性Fe<sup>2+</sup>と同 定した。これらはおもに土壌起源である。ま た19箇所すべての試料にみられたsextetは 主にhematiteとして、また5箇所の試料に見





-236 -

採取地	自動車交通量		各成分の相対面積(%)				
	(台/ 12h)	ላマタイト	77 <sup>*</sup> 2911	Fe <sup>2+</sup>	Fe <sup>3+</sup>	比の値	
長町八調用六虎岩国青青赤日-津田王 本ノ本議学 坂比田岸子布賀木門町 革前山附谷町	11338 21268 30829 47484 62879 76984 78295 79033 84400 91500 97543 103577 111111	26 38 29 33 48 44 56 54 50 39 58 58 58 58		22 20 21 23 12 11 11 11 9 13 14 10 7 9	52 41 50 44 40 46 34 37 37 37 47 33 35 38	0.43 0.49 0.42 0.53 0.31 0.24 0.31 0.25 0.35 0.35 0.31 0.30 0.19 0.24	
大 原 川崎大島 川崎久根崎 六 郷 橋 京浜蒲田 東 品 川	113848 11784 22277 22934 45151 47000	51 29 23 23 21 21		13 4 13 7 10 10	36 28 34 35 35 40	0.37 0.15 0.37 0.19 0.29 0.26	

各地の自動車交通量および樹皮試料中の各成分の相対面積 · Fe<sup>2+</sup>/Fe<sup>3+</sup>比

-:検出限界以下(約5%)

られたhematite以外の磁気分裂成分はmagnetiteとして解析した。これらのスズカケノキの 樹皮試料中の鉄化合物の相対面積値を表に示す。magnetiteを含む樹皮を採取した5箇所は

東京湾岸の京浜工業地帯から約5km 以内に位置しているので、これらの工 業地域に存在する工場などの固定発生 源から排出されたmagnetiteが樹皮に 捕えられたものと推定される。19箇 所の樹皮試料に見いだされたhematite の相対面積の値を12時間当りの自動 車交通量に対してプロットする(図2) と、自動車交通量の多い所で採取した 樹皮ほどhematiteの相対面積の値が増 大する傾向が見られた。これは、何ら かの原因でhematite含量の多い粒子が 自動車交通によって供給され、スズカ ケノキに付着するためと考えられる。



MÖSSBAUER SPECTROSCOPIC STUDY OF IRON IN THE BARK OF PLANE TREES Takaaki KOBAYASHI, Ken'ichi MUTOU, Motoyuki MATSUO, The Graduate School at Nagatsuta, Tokyo Institute of Technology

## 3B07 βージケトンキレートを用いた化学気相析出法によるランタノイドおよび アクチノイドフッ化物の合成

(金沢大医技短・東北大金研\*) 〇天野良平・塩川佳伸\*・八木益男\*

我々は、固体アクチナイド化合物合成のためのマイクロテクニックの一つとして、揮 発性βージケトンキレートを用いた化学気相析出(CVD)法を検討している。昨年の本討 論会で、ランタノイドおよびトリウム、ウラン酸化物、およびランタノイド硫化物の調製 について述べた。その結果、(1)本CVD法がアクチノイド元素のためのマイクロテク ニックとして有効であること、(2)溶液より合成する方法にはない特徴を持つこと、が わかった。そこで、本研究ではこのCVD法をさらに発展させるために、反応ガスにクロ ロフルオロカーボン12(CFC12、CCl2F2)と酸素あるいは水素の混合ガスを用いて フッ化物の合成を試みた。イットリウムおよびランタノイドフッ化物について興味ある知 見が得られたので報告する。

【実験】金属蒸気源の精製イットリウム、ランタノイド、トリウムおよびウランのジピ バロイルメタンキレート (Y(dpm)<sub>3</sub>,Ln(dpm)<sub>3</sub>,Th(dpm)<sub>4</sub>およびU0<sub>2</sub>(dpm)<sub>2</sub>,U(dpm)<sub>4</sub>) は、 前報と同様に合成し昇華精製して使用した。反応ガスのCFC12は 99.999% の半導体エ ッチング用のものをそのまま使用した。酸素、水素およびキャリアガスのヘリウムも高純 度ガスを使用した。必要に応じて精製した。マスフローコントロラーで流速が調整された ガスは Fig.1 に示すようなパイレックスガラス製CVD装置に送られる。2の磁性ボート 上にのせた精製キレート Y(dpm)<sub>3</sub>,Ln(dpm)<sub>4</sub>、Th(dpm)<sub>4</sub>あるいはU0<sub>2</sub>(dpm)<sub>2</sub>,U(dpm)<sub>4</sub> は,170 ~230℃(昇華温度)で加熱昇華させ4のキャリアガスで運び、3の反応ガスと混合して高温 部で反応させた。反応生成物は石英ガラス基板上に薄膜として得た。この際の反応温度と してはキレートガスの熱分解温度(キャリアガス雰囲気中での分解温度:約600℃)以下で検 討した。各反応系ともキャリアガス、反応ガス流量および昇華温度、反応温度を適当に選 び、析出位置(温度)に留意して膜試料を得た。

各膜試料につきX線解析を行い、膜化合物の同定および結晶性についての知見を得た。 生成した膜の金属の量および化合物の収率については、<sup>152+154</sup>Eu の放射性トレーサを使 用し検討した。



Fig.1. Apparatus for chemical vapor deposition. 1;Reaction zone 2;Vaporization zone, 3;Reactant gas, 4;Carrier gas.

あまのりょうへい、しおかわよしのぶ、やぎますお

-238 -

【結果と考察】 〔1〕はじめに、反応ガスとしてCFC12を単独で使用した場合、 CFC12と水素の混合系、およびCFC12と酸素の混合系で使用した場合について、 生成薄膜の化学形への影響を予備的に検討した。その結果、CFC12単独では 550-570 ℃ で Ln203 、高温部(570-600℃)で黒褐色の Ln0F の薄膜の析出が観測された。CFC1 2と水素の混合系では、Ln0C1 および(あるいは) Ln0F の薄膜が析出した。生成割合お よび生成温度は、原料 Ln(dpm)。キレートガスの種類および反応ガスの混合比により異な っていた。CFC12と酸素の混合系では、CVD管の揮発部と反応部の境(反応ガス導 入部) 周辺の 500-550℃ で Ln0F 、反応部の出口付近の低温部(400-350℃)で LnF<sub>3</sub> の薄 膜の析出を観測した。フッ化物の合成にはCFC12と酸素の混合系が反応ガスとして最 も適当であることがわかった。

[2] CFC12ー酸素混合系: EuF<sub>3</sub> が EuOF に比べてできるだけ多く合成される条件 を知るために、放射性標識<sup>152+154</sup>Eu-Eu(dpm)<sup>3</sup> キレートを用いたトレーサ実験を行った。

キャリアガスの He の流速を50ml/ min と一定とし、CFC12と酸素の混合比を変化させ(ただし、CFC12と酸素の全流速は50ml/min として)、生成するEuF3/Eu0Fの比を検討した。その結果、CCl2F2/02の流速比は 1-2 程度が適当であることがわかった。この条件で実際にNd(dpm)3 ガスとCFC12一酸素混合ガスとの反応で得られた薄膜のX線回折の結果を Fig.2 に示した。

〔3〕アクチノイドフッ化物の合 成:トリウムおよびウランのジピバ ロイルメタンキレートを用いて検討 しているが、現在までにフッ化物を 観測していない。

本実験の一部で、東北大学選鉱製 錬研究所の佐藤修彰博士に有意義な 討論を頂いた。





PREPARATION OF LANTHANOID AND ACTINOID FLUORIDES BY CHEMICAL VAPOR DEPOSITION USING  $\beta$  — DIKETONE CHELATES

School of Allied Medical Professions, Kanazawa University, Ryohei AMANO, Institute for Materials Research, Tohoku University, Yoshinobu SHIOKAWA, Masuo YAGI

## 3B08

混合溶媒(DMSO-水)中におけるEu<sup>3+</sup>とF<sup>-</sup>の相互作用

#### (静岡大理) 〇 菅沼英夫、小貫浩一、波多江一八郎

【緒言】 Eu<sup>3+</sup>は硬いルイス酸でありF<sup>-</sup>は硬い塩基であるので、この両イオンはイオン 性相互作用をする例として知られている。<sup>1)</sup> 前年度の放射化学討論会において、イオン 強度0.1のメタノールー水混合溶媒を用い、その溶媒の組成比を変えることにより溶液 の誘電率を変化させたときのユーロピウムイオンとフッ素イオンとの相互作用の変化(安 定度定数、自由エネルギー、エンタルピー、エントロピー、結合距離)を調べ報告した。

本研究ではEu<sup>3+</sup>について水およびメタノールより溶媒和能が高いDMSOを用いて、 DMSO-水混合溶媒系における両イオン間の相互作用を調べ、さらにメタノール-水系 のそれらの結果と比較することを目的として行われた。

【実験】 (試薬等) HDEHPは銅塩の沈澱を作ることにより精製したものを使用した。 Eu2O3(和光純薬)およびその他の試薬はさらに精製することなく用いた。

(抽出操作等) 水相の 0.1 mol (H,Na)(F,ClO<sub>4</sub>) in (DMSO + H<sub>2</sub>O) (pHは3以下) と有機相のHDEHP(Eu)ートルエンの入ったバイアルを恒温槽の中でしんとうし、 分配平衡成立後に水相のEu濃度を原子吸光分析によりもとめ、またしんとう前の有機相 のEu濃度と分配平衡後の水相のEu濃度から平衡後の有機相のEu濃度を算出した。 水相中のフッ素イオン濃度とEuの分配比のデータから生成定数(log $\beta_1$ =[EuF<sup>2</sup> +]/([Eu<sup>3+</sup>][F<sup>-</sup>]))を求めた。 行われた抽出実験の範囲においてはしんとう 後にDMSOを含む水相と有機相の体積変化は無視できるほどであった。

水相のフッ素イオン濃度は測定はDMSOのモル分率の異なる系ごとに標準試料を作り、それを基にフッ素イオン濃度を算出した。

【結果および考察】 得られたユーロピウムとフッ素イオンとの一次の生成定数を混合溶 媒の誘電率に対してプロットするとFig. 1のようになった。 メタノールー水混合溶 媒系ではメタノールの割合が増大(誘電率( $\varepsilon_n$ )がさがる)すると1 og $\beta_1$ は大きくなる が、DMSO-水系ではDMSOの割合が増えると1 og $\beta_1$ はいったん極小値経た後増大 し、そして一定値になった。

イオンは混合溶媒中で選択溶媒和を起こす可能性がある。 F. Tanaka 等は 混合溶媒中のEuの第一溶媒和圏の溶媒組成を Luminescence decay constant より求めて いる。<sup>2)</sup> Eu<sup>3+</sup>はストークス半径が大きいので第一溶媒和圏もかなり大きいと推定され る。 それに較べF<sup>-</sup>はイオン半径に比しストークス半径はそれほど大きくないので、その 第一溶媒和圏は小さいと思われる。 Eu<sup>3+</sup>とF<sup>-</sup>の相互作用がFig. 2に示されるモデ ルのように、Eu<sup>3+</sup>のまわりの第一溶媒和圏の溶媒の組成比に基づく有効誘電率、 $\varepsilon_{eff}$ 、 が両イオン間で支配的に働き、そして両イオン間では静電的な相互作用のみであると仮定 した式が(1)である。

すがぬま ひでお、 おぬき こういち、 はたえ いつはちろう



Fig. ] The dependence of the stability constant (log  $s_1$ ) on the  $\epsilon_m$ .

 (1)式を用いて計算した両イオン間の距離をEu<sup>3+</sup>まわりの有効誘電率
 (ε<sub>eff</sub>)に対してプロットしたのが Fig. 3である。

メタノールー水混合溶媒系ではメ タノールのモル分率の変動に伴う $\beta_1$ の変動がEu<sup>3+</sup>の第一溶媒和圏への F<sup>-</sup>の移行フリーエネルーギーによっ て説明されることがわかった。



Fig. 2. A model of interaction between  $Eu^{3+}$  and  $F^-$  in mixed solvent.



Fig.3 The variation of  $d_{12}$  in  $H_2O$ -CH<sub>3</sub>OH and  $H_2O$ -DMSO mixed solvents.

- G.R.Choppin, and P.J. Unrein, "Transplutonium Elements", Eds. W. Müller and R. Linder, North-Holland Publishing Company, Amsterdam (1976).
- F. Tanaka, Y. Kawasaki, and S. Yamashita, J. Chem. Soc., Faraday Trans. 1. 84, 1083(1988).

SOLVENT EXTRACTION STUDY OF Eu<sup>3+</sup>-F- INTERACTION IN MIXED SYSTEM OF DMSO AND H<sub>2</sub>O.

Faculty of Science, Shizuoka University, Hideo SUGANUMA, Kouichi ONUKI, and Itsuhachiro HATAYE.

#### (東大理・原研\*) 〇薬袋佳孝・目黒義弘\*・平野真一・富永 健

1. 環境でのアクチノイドの挙動を把握するためには、環境中の諸物質とアクチノイドとの相互作 用に関する知見を集積する必要がある。近年、環境に存在する有機物との錯形成がアクチノイドの 溶存状態を変化させ、環境でのアクチノイドの動態に影響を与える可能性が指摘された。本研究で は、土壌などに含まれる無定形の有機高分子の一種であるフミン酸についてアメリシウム(Ⅲ) お よびユウロピウム(Ⅲ) との錯体の生成定数を溶媒抽出により測定した。生成定数の測定から溶存 状態に関する知見が得られ、これは環境でのアクチノイドの挙動の推定に必須な情報である。なお、 本研究で採り上げたユウロピウム(Ⅲ) などのランタノイドは3価のアクチノイドのアナログとし て重要である。

2. 乾燥重量約500gの霞ケ浦湖底堆積物からフミン酸などを 0.6N 水酸化ナトリウム水溶液で抽出 した。抽出液を酸性としてフミン酸分画を沈殿させた後、再び水酸化ナトリウム水溶液に溶解した。 陽イオン交換樹脂による金属イオンの除去、ミリポアフィルターによる残留不溶物の除去、フッ酸 による残留ケイ酸塩粒子の溶解などにより精製されたフミン酸 2.9g (灰分 3%)が得られた。

得られたフミン酸のキャラクタリゼーションには、吸収スペクトル・赤外スペクトル・pH滴定 などの方法を用いた。吸収スペクトルはフミン酸 2mg を 0.05N 炭酸ナトリウム水溶液に溶かして 測定した。赤外スペクトルは測定試料を KBr ペレットとしてフーリエ変換赤外分光器により測定 した。pH滴定ではフミン酸 10mg を 0.1N NaOH 1ml + 0.1N NaClO4 10mlに溶かして0.02N HClO4 (I=0.1, NaClO4)で窒素雰囲気下で滴定し、pHの変化からプロトン交換容量などを求めた。

滴定曲線並びに溶媒抽出における分配係数のフミン酸濃度依存性からアメリシウム( $\Pi$ )・ユウ ロピウム( $\Pi$ )フミン酸錯体の生成定数をそれぞれ求めた。溶媒抽出には  $241_{Am}$ ・  $152_{Eu}$ トレー サー溶液(0.001N HC104)をそれぞれ用い、抽出相はジェチルヘキシルりん酸(DEHP)トルエン溶液 とした。水相のpHは約 4.6(酢酸で緩衝)、イオン強度は 0.1(NaC104)である。分配係数は  $\gamma$ 線測定で得られた各相の放射能から求めた。水相については溶媒抽出後にpHの測定およびフミン 酸の定量(吸光度測定)を行なった。また、抽出剤の抽出特性を知るために、アメリシウム( $\Pi$ ) ・ユウロピウム( $\Pi$ )の加水分解が無視しうる低pH領域で溶媒抽出を行ない、分配係数のpH依 存性や DEHP 濃度依存性から抽出定数Kexを求めた。

3. 吸収スペクトルから求められた E4/E6 比 (465nm と 665nm の吸光度の比) は4.9で、フミン 酸としては比較的高い値であった。これは脂肪族炭素が比較的多く含まれていることを示唆する。 赤外スペクトルにはフミン酸に通常みられる多数の吸収が観測されたが、特に 2900cm<sup>-1</sup> 及び1540 cm<sup>-1</sup> の吸収が土壌から得られたフミン酸のスペクトルに比べて顕著である。これは脂肪族炭素及 びカルボン酸基などが比較的多く含まれていることを示唆している。

みないよしたか・めぐろよしひろ・ひらのしんいち・とみながたけし

pH滴定曲線の一次微分曲線には2箇所に極大がみら れた。これは、酸としての強さが異なる2種類のプロト ン酸がフミン酸に含まれていることを示しているが、こ こでは近似的にフミン酸を1価の弱酸として滴定曲線を 解析した。得られたプロトン交換容量は 4.95meq/g、 解離度( $\alpha$ ) 0.5 でのpKaは 6.5 であった。pKa は $\alpha$ に対して変化するが、これは高分子電解質に特徴的 な現象であり、プロトン付加による高分子電解質1分子 での負電荷数の減少により説明される。

加水分解の影響などが無視しうる低 p H でのアメリシ ウム ( II ) ・ユウロビウム ( II ) の分配係数 D0 の p H 依存性および DEHP 濃度依存性は、3 価陽イオンに対す るDEHPの抽出機構から予測されるとおりであった。抽出 定数はアメリシウム ( III ) で logKex = -1.28、ユウロ ピウム ( III ) で logKex = 0.27 となった。

分配係数の逆数のフミン酸濃度依存性を図1に示す。 D2 はフミン酸溶液についての分配係数、D1 はフミン酸 を含まない場合の分配係数である。アメリシウム(Ⅲ) ・ユウロピウム(Ⅲ)いずれの場合も 1/D2-1/D1 はフ



ミン酸濃度に対して二次関数として増加している。これは、1:1錯体および1:2錯体の生成を示唆していると解釈される。用いた抽出剤の抽出特性などから算出された生成定数は、

アメリシウム (皿) :  $\beta_1 = 2.5 \times 10^8 (\text{eq}/1)^{-1}$ ,  $(\log \beta_1 = 8.4)$  $\beta_2 = 6.4 \times 10^{12} (\text{eq}/1)^{-2}$ ,  $(\log \beta_2 = 12.8)$ ユウロピウム (皿) :  $\beta_1 = 1.4 \times 10^9 (\text{eq}/1)^{-1}$ ,  $(\log \beta_1 = 9.2)$  $\beta_2 = 9.3 \times 10^{13} (\text{eq}/1)^{-2}$ ,  $(\log \beta_2 = 14.0)$ 

であった。アメリシウム(Ⅲ)ではユウロピウム(Ⅲ)の場合に比べてやや低い生成定数が得られ たが、この違いについてはさらに検討を加える必要がある。また、これらの生成定数は他の報告に 比べて同じ酸解離度では大きい値であり、滴定曲線の解析のモデルなどに改良の余地がある。この ような問題もあるが、フミン酸との錯形成が環境でのアメリシウム(Ⅲ)などのアクチノイド(Ⅲ) の溶存状態に影響を及ぼす可能性は高いとみられる。

本研究の一部は大学-原研プロジェクト共同研究により実施された。なお、 霞ケ浦堆積物の入手 には国立環境研究所高松武次郎博士の協力を得た。記して謝意を表する。

#### FORMATION CONSTANTS OF AMERICIUM(III) - AND EUROPIUM(III)-HUMATES

Yoshitaka MINAI, Yoshihiro MEGURO, \* Shin-ichi HIRANO, and Takeshi TOMINAGA

Faculty of Science, University of Tokyo

\*Japan Atomic Energy Research Institute

## 3C01

#### アスタチン分子の分解

(阪大・理)〇高橋成人、石黒光弘、矢野大作、馬場 宏

【緒言】

単体アスタチンの化学形は、この元素には寿命の短い放射性同位体しか存在せず実験が 困難なためにいまだ明確になっていない。我々は、これまでにラジオガスクロマトグラフ イーを用いて単体アスタチンの研究を行なって来た。その結果、単体ハロゲンとハロゲン 間化合物の沸点についての規則性や、単体アスタチンとキャリアフリーのヨウ素-131、ベ ンゼンとの反応、及び単体アスタチン単独での分解反応の解析結果より、この元素の化学 形が二原子分子At<sub>2</sub> であることの確証を得た。今回さらに、単体アスタチンとベンゼンと の反応において放射壊変によるアスタチン分子の分解の他に、化学反応による分解反応も 調べたので合わせて報告する。

#### 【実験】

実験で用いたアスタチンは、大阪大学理学部原子核実験施設のサイクロトロンにて <sup>209</sup>Bi(<sup>3</sup>He,3n)<sup>209</sup>At反応にて製造した。照射後ビスマスターゲットを約5 mlの硝酸に溶解 し、pHを調整した後ベンゼン中に単体アスタチンを抽出した。この溶液の比放射能を高 めるために、減圧下にて500 µl まで濃縮した。この時のアスタチンの比放射能は 0.1 µCi/µlであった。この溶液から4 µl を一定時間おきに採取し、ラジオガスクロマ トグラフにて分析した。

【結果と考察】

図1 に典型的なラジオクロマトグラを示す。図中のピークの帰属は、その保持容量から 求めた沸点に基づいて行なった<sup>1)</sup>。この図中のAt<sub>2</sub> のピークの時間変化を調べた結果、 1.4 入の速度定数で減少していることが分かった。ここで入は<sup>209</sup>At の壊変定数である。 またアスタチンとキャリアーフリーの<sup>131</sup>I<sub>2</sub> との反応系では、At<sub>2</sub> のどちらか一方の原子 の壊変により分子結合が切断され、生じたアスタチンラジカルはヨウ素と反応しヨウ化ア スタチンを生成することが分かっており、その場合、At<sub>2</sub> の分解速度は2 入であった<sup>2)</sup>。 ベンゼンとの反応系においてAt<sub>2</sub> の分解速度定数が1.4 入であることから放射壊変により 生じたAt・どうしの再結合反応により再びAt<sub>2</sub> 分子が形成されていると考えることができ る。そこで、我々は次のような反応機構を考えた。

$$At_{a} - \frac{2\lambda}{-} - > At_{\cdot} + Po \qquad (1)$$

$$At \cdot + X - - - - - AtX (k)$$
 (2)

$$At \cdot + R - - - - - - - - - - - + AtR \cdot (1 - k)$$
(3)

$$AtR \cdot + At \cdot - - - - - > At_2 + R \qquad (4)$$

たかはしなると、いしくろみつひろ、やのだいさく、ばばひろし

-244 -

$$AtX - - \frac{\lambda}{-} - > Po + X$$
 (5)

ここで、X はベンゼン及びベンゼン中の不純物を、R は容器壁等の第三体である。kはAt・ がAtX を生成する割合であり、0 から1 までの間の値を取りえる。またα、βは速度定数 である。At2 とAtX の分子数をそれぞれNo, N1とすると

$$\frac{dN_{o}}{dt} = -(1 + k) \lambda N_{o}$$
(6)

$$\frac{dN_1}{dt} = 2k\lambda N_0 - \lambda N_1$$
(7)

が成り立つ。さらにAta とAtX の放射能をそれぞれAo, A1とすると次の式がが得られる。

$$\frac{A_1}{A_2^0} e^{\lambda t} = 1 - e^{-k\lambda t}$$
(8)

ここで、Aoはt=0 におけるAte 分子の数である。

実験データを(8) 式により解析した結果を図2 に示す。縦軸、横軸共にほぼ1 を通る直 線上に測定値は乗っているのが分かる。またAtaピークの解析からk=0.39が得られた。こ れらの結果より次のようなことが結論づけられる。Ata分子のどちらか一方の原子が放射 壞変することにより結合を切断しAt・を生じる。At・の一部は周りのベンゼンと反応し、 他は、容器壁等の第三体と複合物を形成した後再びAta 分子を形成する。反応により生成 したアスタトベンゼンはまたアスタチンの壊変により分解する。

【文献】

1) K. Otozai and N. Takahashi, Radiochim. Acta 31(1982)201.

2) N. Takahashi, M.Ishikuro and H. Baba, OULNS Ann. Report 1989.



## ラジオクロマトグラム

図2 アスタチン化合物の時間変化

## DECOMPOSITION OF ASTATINE MOLECULES Naruto TAKAHASHI, Mituhiro ISHIKURO, Daisaku YANO and Hiroshi BABA Faculty of Science, Osaka University

-245-

## 3C02

T B P による過塩素酸溶液からの過テクネチウム酸の 溶媒抽出挙動

(東北大理) 〇大森 巍,田所瑞穂,吉原賢二

緒言

放射性薬品としてテクネチウム標識化合物が大量に使用されるようになるとともに、 Tc-99 を用いるテクネチウム錯体の化学も発展してきた。 このような Tc-99 の使用量 の増加は,環境中の Tc-99 の挙動について関心がもたれるだけでなく, 実験室規模に おいてもその回収に注意を払うことが要求されるようになってきた。当研究室における テクネチウム錯体の塩基加水分解反応機構に関する研究を基に,テクネチウム錯体を塩 基加水分解させることにより過テクネチウム酸を調製し,陰イオン交換法によりこれを カラムに吸着させ,濃縮分離する方法を確立した。カラムに吸着した過テクネチウム酸 イオンは,過塩素酸により溶離することができる。しかしテクネチウムの再利用に際し て,過塩素酸の存在が問題になることがある。本研究では,過テクネチウム酸の過塩素 酸溶液からの溶媒抽出挙動について,濃縮・回収の観点から基礎的検討を加えた。過テ クネチウム酸の TBP による溶媒抽出に関しては, これまで多くの研究が報告されてい る。特に核燃料再処理過程に関連して硝酸溶液から有機相への抽出機構について関心が もたれており,また近年硝酸ウラニルとの共抽出について詳細に検討されている。しか し過塩素酸溶液からの溶媒抽出挙動に関する系統的な研究はまだ報告されていない。 実験

\*\*Tc は、NH4TcO4 の 0.06M NH4OH 溶液として入手したものをそのまま用いた。 TBP は,特級品を無水硫酸ナトリウムで処理したものを用いた。その他の試薬は,特級品を そのまま使用した。

過テクネチウム酸の分配比(過テクネチウム酸の有機相中における濃度と水相中にお ける濃度との比と定義する)は次のようにして逆抽出法により求めた。まず過テクネチ ウム酸を 0.5 M 過塩素酸溶液とし,所定濃度の TBP を含む希釈剤溶液に抽出した。こ の有機相 5 ml を抽出管に分取し,同量の種々の過塩素酸溶液を加えて,25.0±0.5 ℃ に調節した空気恒温槽中に設置した振とう器により 1 時間振りまぜた。 静置後両相よ り一定量とり,液体シンチレーションカウンターで放射能を測定して,分配比を求めた。 また中和滴定法により平衡後の水相の酸濃度を求めた。

結果および考察

希釈剤としてシクロヘキサンおよび四塩化炭素を用いた場合の過テクネチウム酸の分 配比 D を平衡時における水相中の過塩素酸濃度に対して求めた結果を, それぞれ図 1 および 2 に示す。いずれも TBP の濃度が高くなると,分配比も高くなる。また過塩素 酸濃度の増加とともに分配比は直線的に増加するが,酸濃度がさらに高くなると減少す る傾向がある。この極大が現れる位置は, TBP 濃度が高くなるにつれて,酸濃度が低い 方に移行する。

おおもり たかし,たどころ みずほ,よしはら けんじ

過テクネチウム酸の分配平衡は

 $K_1$ HT cO<sub>4</sub> + mTBP + nH<sub>2</sub>O  $\stackrel{K_1}{\longrightarrow}$  HT cO<sub>4</sub>(H<sub>2</sub>O)<sub>n</sub>(TBP)<sub>m</sub> のように表すことができる。また過テクネチウム酸の解離平衡

$$HTcO_4 \xrightarrow{K_2} H^+ + TcO_4^-$$
(2)

を考慮すると、分配比 D は次のように導かれる。

$$D = \frac{[HTc0_{4}(H_{2}0)_{n}(TBP)_{m}]_{o}}{[Tc0_{4}^{-}]_{a} + [HTc0_{4}]_{a}}$$
$$= \frac{K_{2}}{f_{2}} [TBP]_{o}^{m} \frac{[H^{+}]_{a}}{(K_{1}/f_{1}) + [H^{+}]_{a}}$$
(3)

なお [TBP]o は,有機相において過塩素酸と会合していない TBP の平衡濃度を意味しており,f,はそれぞれの活量係数である。 なお [TBP]o は,TBP の有機相中での反応

$$H^+ + ClO_A^- + m'TBP \xrightarrow{a_3} HClO_A \cdot (TBP)_m$$
.

(4)

(1)

を考慮する必要がある。これらの反応機構を基にすれば、図 1 および 2 に示されている過テクネチウム酸の分配平衡を定性的に説明できる。





Diluent : cyclohexane

☑ 2. D vs. [HCl0₄]a/M Diluent : carbon tet
4 1 83 [TEP]o/M·1 2 93·2 2

0.01

10

0.1

0.01

٥

[TBP]o/M: 1, 2, 93; 2, 2, 57; 3, 2, 20; 4, 1, 83 5, 1, 47; 6, 1, 25; 7, 1, 10: 8, 0, 880 9, 0, 733; 10, 0, 513 Diluent : carbon tetrachloride [TBP]o/M: 1,2.93; 2,2.57; 3,2.20 4,1.83; 5,1.47; 6,1.25 7,1.10

0.1

[HC104]/W

SOLVENT EXTRACTION BEHAVIOUR OF PERTECHNETATE WITH TBP FROM PERCHLORIC ACID SOLUTIONS

Takashi OMORI, Mizuho TADOKORO, and Kenji YOSHIHARA, Faculty of Science, Tohoku University

## 3C03

#### 99Tc(Ⅲ)-EDTA 錯体の生成反応機構

#### (東北大理)〇橋本雅史・和田博之・大森 巍・吉原賢二

【緒言】

Tc-EDTA 錯体の中で、Tc(V)-および Tc(IV)-の錯体については既に合成され、 構造解析などの研究もなされている<sup><1>- <4>。しかし Tc(Ⅲ)-の錯体についてはま だ報告がなされていない。そこで、本研究では、最近注目されているヘキサキス(チ オウレアト)テクネチウム(Ⅲ)イオン(Tc(tu)<sub>6</sub><sup>3+</sup>)を出発物質とした Tc(Ⅲ)-EDTA 錯体の生成反応機構について、速度論的考察を行った。</sup>

#### 【実験】

<u>
 チオ尿素錯体の合成</u>: 0.017 M TcO4<sup>-</sup> 溶液に 0.362 M tu / 1.02 N HC1 溶液を 加えると、赤褐色の Tc(tu)6<sup>3+</sup> 溶液が得られる。この溶液を EDTA 錯体合成の出発 物質とした。

EDTA 錯体の合成: チオ尿素錯体溶液に 0.30 M 酢酸ナトリウム溶液を用いて pH を調整し、0.202 M EDTA 溶液を加えて液温を 25 ℃ に保ち、配位子交換反応を進 行させた。溶液のイオン強度は、NaCI を用いて 1.0 に調整した。反応の進行は、 一定時間毎に反応溶液の一部を取り、ペーパークロマトグラフィーで各化学種を分 離して放射能を測定し、その時間的変化から確認した。なお、放射能測定は GM カ ウンターによって行った。

【結果および考察】

#### (1) Tc(II)-EDTA 錯体生成の確認

ペーパークロマトグラフィーにより得られたヒストグラムには、 $Tc(tu)_{6}^{3+}$ および分解生成物であると思われる  $TcO_{4}^{-}$ の他にもう一つピークが現れた。また反応溶液をイオン交換カラムに通し、 $Tc(tu)_{6}^{3+}$ ,  $TcO_{4}^{-}$ を除いた後に UV-Vis 吸収スペクトルを測定すると、図 1 のような Tc(V)-,Tc(1V)- の錯体とは異なったピークを示した。これらのことから、新しく Tc(II)-EDTA 錯体が生成していると判断した。

(2) 錯体生成反応速度定数 kn の決定

EDTA が Tc に対して過剰であるとき、Tc(II)-EDTA 錯体の生成反応速度 R は見 かけの反応速度定数 kobs と [Tc(tu)s<sup>3+</sup>] とを用いて

 $R = k_{obs} [Tc(tu)_{6}^{3+}]$ 

と表せる。また

 $n \frac{[Tc(tu)_{6}^{3+}]_{t}}{[Tc(tu)_{6}^{3+}]_{0}} = \ln(1-F) = -k_{obs} \cdot t$ 

という関係が導かれる。ln(1-F) vs. t プロットを行うと、原点を通る直線が得られ、その傾きから kobs が求められた。

はしもとまさし、わだひろゆき、おおもりたかし、よしはらけんじ

次に、EDTA(H<sub>4</sub>Y) は反応溶液中で解離し、H<sub>n</sub>Y<sup>(4-n)-</sup>(n = 0~4) という形で存在 しており、これらの化学種が EDTA 錯体の生成反応に関係している。それぞれの反 応速度定数を k<sub>n</sub> と置くと

 $k_{obs} = \{k_0 + \sum_{n=1}^{4} k_n [H^+]^n / K_n\} [Y^{4-}], K_n = [H^+]^n [Y^{4-}] / [H_n Y^{(4-n)}^-]$ である。そこで kobs の pH 依存性を調べ、これら ko~ka の寄与を求めてみた。 図 2 に示すように、log { kobs / [Y^{4-}] } vs. pH のプロットは、勾配が -2.0 の直線 を示し、n = 2 の項が支配的であることを示している。本研究の条件(pH = 2~4) において、EDTA はそのほとんどが H<sub>2</sub>Y<sup>2-</sup> の形で存在しおり、これが錯体の合成に 関与していることがわかった。見かけの反応速度定数は

kobs = k<sub>2</sub>[H<sub>2</sub>Y<sup>2-</sup>] = k<sub>2</sub>[H<sup>+</sup>]<sup>2</sup>[Y<sup>4-</sup>]/K<sub>2</sub> と表すことができる。したがってTc(Ⅲ)-EDTA 錯体の生成反応速度定数として k<sub>2</sub> = (2.1 ± 0.2) × 10<sup>-2</sup> M<sup>-1</sup>·s<sup>-1</sup> (25 ℃)

という値が得られた。

現在は、イオン交換カラムクロマトグラフィーを用いて、EDTA 錯体の単離、結晶 化を試みている。



Fig. 1 UV-Vis スペクトル

【文献】

- 1. G.Anderegg, W.Gasch, K.Zollinger, Technetium in Chemistry and Nuclear Medicine, 15(1983)
- 2. H.B.Buergi, G. Anderegg, P.Blaerenstein, Inorg, Chem., 20, 3829(1982)
- 3. S. Seifert, B. Noll, R. Muenze. Int. J. Appl. Radiat. Isot., 33, 1393(1982)
- 4. S. Seifert, B. Noll, R. Muenze. Int. J. Appl. Radiat. Isot., 34, 581(1983)

MECHANISM OF FORMATION REACTION OF TECHNETIUM(I)-EDTA COMPLEX Masashi HASHIMOTO, Hiroyuki WADA, Takashi OMORI, Kenji YOSHIHARA Faculity of Science, Tohoku University 3C04

放射性アンチモンの酸化還元反応

(静岡大理) 〇篠塚一典, 吉岡湖江, 池谷刚, 長谷川圀彦

[序]アンチモンは溶液中において三価と五価の酸化数をとるが、放射性アンチモンでは その自己放射線の影響のため、三価から五価へ徐々に酸化されて行くことが知られている。 当研究室において、<sup>124</sup>Sbおよび<sup>125</sup>Sbをトレーサーとし、Sb(田)とSb(V)の 分離法としてN-ベンゾイル-N-フェニルヒドロキシルアミン(以下BPHA)抽出法、イ ソプロピルエーテル抽出法、陰イオン交換法を用い、アンチモンの原子価状態について、 調べたところ、この反応が

<sup>125</sup>Sb(Ⅲ) <u>酸化(放射線,光</u>) , 125Sb(Ⅱ) (Ⅲ) (C1<sup>-</sup>)

のように、放射線、光、C1<sup>-</sup>等を因子として、酸化-還元が競合しあっていることが定 性的に明らかにされた。そこで今回、この反応機構を定量的に解明することを目的として、 まず塩酸溶液中の無担体<sup>125</sup>Sbについて、塩酸濃度、温度、放射能濃度、光量等の要因に よる酸化還元反応の反応速度を測定した。

[実験]アンチモンの三価と五価の分離には1N塩酸溶液から定量的に分離できるBPH A抽出法を用いた。 右図にその方法を示す。

使用した三価および五価の<sup>125</sup>Sb溶液は次のように調製した。

<sup>125</sup>Sb(V):塩酸濃度1Nで一ヶ月程度 透明ガラス瓶に放置した。

<sup>125</sup>Sb(Ⅲ):塩酸濃度8Nとし、70℃ で数時間密閉容器中で還元した。

抽出の結果、その原子価状態はいずれも95% 以上が五価あるいは三価となっていた。これを 適当な塩酸で希釈し、時間毎に恒温漕より取り 出し抽出に供した。反応容器については 1.5 μ1 マイクロチューブを用いた。この容器の透 過率を測定したところアンチモンの吸収波長 240~270nm では透過率1%程度であり、この 中では光の影響は無視できることがわかった。



光照射の際は、容器として石英セル、光源として高圧水銀灯を使用し、島津強力モノク ロメータにより分光した単色光を用いた。また計数に関しては NaI(T1)シンチレシ ョンカウンターを使用し、計数誤差1%程度に収まるように計数を行った。

しのつかかずのり・よしおかひろえ・いけやたけし・はせがわくにひこ

[結果]

Fig.1は、<sup>125</sup>S b 濃度=3800 cpm/ml, 温度=69.5 ℃の条件下で、塩酸濃度変化が <sup>125</sup>S b の還元に及ぼす影響を調べたものである。還元剤としてのC1<sup>-</sup>の作用により、塩 酸濃度が増加すると共に反応速度は増加している。また反応時間に対する 1 og<sup>125</sup>S b (V)残存率は、高塩酸濃度のとき、一次反応を示したが、塩酸濃度が低くなると直線を 示さなくなった。塩酸濃度が低くなると、C1<sup>-</sup>による還元と競合する酸化反応の影響が還 元に対して相対的に大きくなるためであると思われる。各々の一次還元速度定数は、 7.5 N: 0.6 0 min<sup>-1</sup>, 7.0 N: 0.1 3 min<sup>-1</sup>であった。

Fig.2は、<sup>125</sup>Sb濃度=11300cpm/ml,温度=28℃,塩酸濃度=1.0Nの条件下で、270nmの紫外光を照射したときの<sup>125</sup>Sb(V)の酸化速度を調べたものである。 未照射のものでは、放射能が弱いためほとんど酸化がみられないのに対し、照射をおこなったものではこのように酸化が進行した。光量と<sup>125</sup>Sb(V)の生成率は下表のようであった。

60 min付近までは、急激に反応が進み、 その後は緩やかな勾配を示した。単位光量 当りの<sup>126</sup>Sb(V)生成率は、これに対 応して5.0 %/10<sup>16</sup>quantaから0.88 %/10<sup>16</sup>quantaに変化した。

光量	<sup>125</sup> Sb(V)
x 1 0 <sup>16</sup> (quanta)	(%)
4.13	22.3
8.27	43.1
12.4	47.1
16.5	48.1
20.6	54.8



Redox Reaction of Radioactive Antimony Faculty of Science, Shizuoka University Kazunori SHINOTSUKA, Hiroe YOSHIOKA, Takeshi IKEYA, Kunihiko HASEGAWA

## 3C05

#### 生物試料中のThの同位体希釈ICP質量分析法による定量の試み

(\*1 放医研算放生部,\*2 (株) 丸文,\*3 筑波大化学系,\*4 金沢大LLRL)

O五十嵐 康人·1, 白石 久二雄·1, 高久 雄一·2, 增田 公彦·2, 関 李紀·3, 山本政儀·4

はじめに 誘導結合プラズマ質量分析法(ICP-MS)は、多元素同時超微量分析法として多くの利点を有して いる。通常の分析であれば、溶液試料を装置に導入し、数分間で分析結果を得ることができる。また検出限 界も低く、バックグラウンドイオンによるスペクトル干渉の無い質量域の元素であれば、pg/mlの濃度で検出 が可能である。ICP-MSではこの他、同位体希釈分析法(ID法)を用いることができる。ID法は高精度の分析 法であり、これまで主として熱電離型質量分析計を用いて行われてきた。本法をICP-MSに応用することによ り、より簡便に、迅速に微量元素を定量することが可能となる。ICP-MSにID法を応用することの第一の利点 は、ICP-MSでのやっかいな問題である装置のドリフトとマトリクス効果を補償できることである。第二に、 極く短時間のうちにトレーサー、試料、混合物の三つについての同位体比の測定が行えるので、ID分析で通 常問題となる質量弁別が無視できる。従ってトレーサーでの同位体比の「真値」をこの場合知らなくてもよ いと思われる。また、仮に化学分離を行った場合でも収率の補正は不要である。

これまでID-ICP-NSは、海水、生物試料中の微量元素の定量や金属試料中の微量不純物の定量等に用いられ てきている。しかし未だ生物試料中のThの定量に応用した例は報告されていない。当研究グループは、低レ ベル放射線影響の観点等から食事あるいは人体試料中のこうした核種に興味を持ち分析法を検討してきてい る。特に人体骨の場合、Thなどが極く低濃度であることと、多量のマトリクス元素が干渉することにより、 ICP-MSによっても、化学分離を行わなければ正確な定量は困難である。この際Th-234などの収率トレーサー を用いるよりは、ID法を用いた方が簡便であるし、高い精度が期待できると考えて、生物標準試料を用いて、 試験的にID法によるThの定量を行った。

実験 1)トレーサー トレーサーには、実験室に長期保管されていたウラン試薬より化学分離した天然の 長半減期同位体Th-230(半減期8万年)を用いた。このトレーサーは当然Th-232を不純物として含んでいる。 α線スペクトロメトリー、ICP-MSによる予備測定により、Th-232含量の最も低いものを選び用いた。このと きのTh-232/230の比は約7であった。本トレーサー中のTh-230の量は逆希釈分析を用い、10.00ng のTh-232を 加えることにより得た。2)試料 試料には、米国標準技術研究所(NIST)及び国立環境研究所(NIES)よ り入手した生物標準試料(SRM, CRM)等を用いた。3)化学操作 試料をテフロン製分解容器(三愛科学製) に数百吨を精秤し、これに鉱酸を加え予備分解を行った。ここに約600pgのTh-230スパイク溶液を加え、再度 酸等を加えた上で加圧加熱分解して試料を溶液化し、試料中のTh同位体とスパイク中のTh同位体を平衡化し た。得られた溶液を蒸発乾固させた後、8M硝酸溶液として陰イオン交換法によってThの分離を行った。陰イ オン交換樹脂にはBiorad AG1x4 50-100mesh(1m1)を用いた。試料をチャージ後、樹脂カラムを10m1の8M硝酸 で洗浄し、吸着したThを10m1の6M塩酸で溶離し、最終的に10%硝酸溶液10m1とした。4)測定 装置には(株) 丸文南砂事業所に設置されていた、VGエレメンタル社製ICP質量分析計、PlasmaQuad PQ2 Plusを用いた。測 定モードには、より高い計数値を得るために、スキャンモードでなく、ピークジャンプモードを採用した。 1回の同位体比測定には約1分を要し、各試料につき5回の繰り返し測定を行った。

**算過方法**生物試料中のTh-230の含量は、質量的にみれば無視できる。従って試料中のTh-232の量Xは、通常のID分析の式より簡略な次式により計算される。

いがらしやすひと、しらいしくにお、たかくゆういち、ますだきみひこ、せきりき、やまもとまさよし

 $X = (R_m - R_t) \times T$ 

ここでR<sub>m</sub>,R<sub>t</sub>は各々、混合物、トレーサー中における、232/230比、Tはトレーサー中のTh-230の量である。 バックグラウンドを補正した5組の同位体比より平均の比を算出し、これより計算を行った。またXの標準 偏差は、次式により求めた。

 $s_{2} = X \times \sqrt{(s_{R_{m}}^{2} + s_{Rt}^{2})/(R_{m} - R_{t})^{2} + (s_{T}/T)^{2}}$  (2) ここで $s_{R_{m}}$ ,  $s_{Rt}$ ,  $s_{T}$ は各々、 $R_{m}$ ,  $R_{t}$ , Tの標準偏差である。

結果及び考察 Fig.1にトレーサー溶液中のTh同位体のICP質量スペクトルを示す。最終試料溶液中でのTh-230の濃度は約60pg/mlであるが、この濃度でも充分なシグナル強度を得ることができる。Table1にクロレラ (NIES CRM No.3)について得られたデータを示す。計数値はいわゆる"area cps"で示されており、単位質 量当たりの測定時間は約50秒であったので、Th-230についての全計数値は約1万カウントとなる。ポアッソ ン分布での相対標準偏差(RSD)を考えた場合、これは約1%であるので、実際、充分な強度のシグナルが得 られたことになる。なお、この場合での232/230比のRSDは約1.9%だった。これが今回の測定での最大の変動 例であり、化学分離を行えば、この程度の濃度レベルのTh-230を用いても、ルーチンのID分析には充分な繰 り返し精度を達成できることが分かった。

通常のID分析では、混合物の同位体比に依存する誤差の拡大が問題となる。本報告で用いたようなより単純な系では、定量値のRSDは、同位体比の繰り返し精度及びトレーサー溶液の純度(この場合Th-232量)に依存する。今回の純度のトレーサーを用いた場合、計算では、定量値のRSDが10%を切るためには、同位体比精度がRSDにして1あるいは2%のときに、試料中に各々約670,1400pgのTh-232が含まれていなければならないことがわかった。今回の一連の測定では同位体比精度はRSDにして1~2%の間にあったので、約1 ngのTh-232が 試料中に存在すれば、充分な精度でThを定量できることがわかった。



Table 1 Count rates of Th-230 and 232 obtained for Chlorella (area cps)

No.	Th-230	Th-232	Ratio (Th-232/230)
1	223.4	1928.4	8.632
2	213.4	1934.4	9.065
: 3	216.4	1925.4	8.897
4	218.4	1924.4	8.811
5	224.4	1952.4	8.701
Ave.		•	8.821 <u>+</u> 0.170 <sup>*</sup>

Count rates are blank (average of five replicates) subtracted.

\* one standard deviation (RSD: 1.93%)

Fig. 1 ICP-mass spectra of Th-230 tracer solution

DETERMINATION OF TH IN BIOLOGICAL SAMPLES BY ISOTOPE DILUTION-INDUCTIVELY COUPLED PLASMA-MASS SPECTROMETRY - ATTEMPTS Yasuhito IGARASHI, Kunio SHIRAISHI, Div. Radioecol., Nat. Inst. Radiolo. Sci. Yuichi TAKAKU, Kimihiko MASUDA, Marubun Co. Riki SEKI, Dpt. Chem., Univ. Tsukuba Masayoshi YAMAMOTO, LLRL, Fclt. Sci., Kanazawa Univ.

## 3C06

沪紙固着試料に対するフィッショントラック法の適用

#### (青学大・理工) 〇宮本由美・矢板毅・斎藤裕子・木村幹

【序論】 フィッショントラック法はウランに対して選択的かつ高感度であり化学分離を 必要としないなど利点が多く、ウランの定量法として広範にわたって利用されてきている。

しかし、今まで本法の適用は固体試料(粉末あるいは薄片)についての場合が多く、溶 液試料や表面のウラン密度が均一でない試料については問題が残されている。溶液試料に ついては、溶液状態のまま中性子照射を行うという方法が以前当研究室で試みられたが、 照射後の試料の取扱いが非常に面倒であり、あまり実際的ではなかった。また電着試料の 場合、表面のウラン密度は比較的均一であり、核分裂片の自己吸収も起こらない薄層であ るので試料としては理想的であるが、化学分離を必要とし化学収率を求めなければならな いなどの問題点がある。

以上の様な問題を改善するため、本研究では溶液を沪紙に固着するという簡便な方法で 表面のウラン密度が均一である試料を作成し、それをマイカと密着させ、フィッショント ラック法への適用を検討することを目的とした。

【実験方法】 本研究では検出材のマイカとして松下電気株式会社製石油ストーブ用ボット式マイカA型を使用し、予備実験の結果から熱アニーリング処理を 600℃、2時間以上の条件で行い、潜在トラックを1count/mm<sup>2</sup>以下とした。さらに、潜在トラックと照射によるトラックとを区別できるように熱アニーリング処理後エッチングし、潜在トラックをあらかじめ拡大したマイカを照射用とした。

試料としては工業技術院地質調査所発行の岩石標準試料を用いた。まず岩石試料 50~ 100mgを酸分解し、残渣を希硝酸にて溶解、希釈した。その溶液の一定量(100μl)を1.3 cm角の沪紙に滴下し乾燥させ、これに照射用のマイカを密着させ、ポリエチレン袋にて密 封したものを照射試料とした。標準試料は既知濃度のウラン溶液を用いて同様の方法で作 成した。

照射は日本原子力研究所JRR-4(4.5×10<sup>13</sup>n·cm<sup>-2</sup>·s<sup>-1</sup>)で行い、照射時間はトラック密度 が10counts/mm<sup>2</sup>前後となるように、沪紙に固着したウランが1~数10ng程度のものは5秒、 0.1~1ngのものは90秒と設定した。

約一週間冷却後マイカのみを取り外し、顕微鏡で150~600倍の倍率でトラック計数するのに適するように46%HFにて2~3時間(25℃)エッチングした。

標準試料からウラン量とトラック密度の検量線を作成し、定量を行った。

みやもとゆみ、やいたつよし、さいとうゆうこ、きむらかん

【結果および考察】 Fig.1に示した通り、沪紙上に固着したウラン量とトラック密度の間 には高い相関性があり、本研究では 10<sup>13</sup>n·cm<sup>-2</sup>·S<sup>-1</sup> の熱中性子束密度で0.1~300ngのウ ラン量の範囲でこの直線関係が確認された。

岩石標準試料についての定量結果はTable 1 に示した。全ての試料について地質調査所 が示した参照値にほぼ近い値が得られた。Gシリーズに関しては値がややばらつく傾向が 見られるが、これはこれらの岩石が深成岩である事に起因したウランの不均一さのためと 考えられる。しかし、全体的には良い一致が見られ、沪紙固着試料に対するフィッション トラック法の適用が可能であることがわかった。



Table 1	Uranium co	oncentra	tions
Sample	U cond	cn.	Ref. 1)
JG-1a	2.9 ±	0.4	4.7
JG-2	9.8 ±	1.0	12.5
JG-3	2.6 ±	0.5	2
JGb-1	0.23±	0.01	0.15
JR-1	9.6 ±	0.8	9
JR-2	10.8 ±	0.8	10.5
JA-1	0.24±	0.04	0.34
JA-2	2.1 ±	0.4	2.4
JA-3	1.4 ±	0.4	1.4
JB-1a	1.2 ±	0.4	1,6
JB-2	0.13±	0.03	0.16
JB-3	0.40±	0.07	0.46
JF <b>-1</b>	0.28±	0.03	0.33
		(unit•r	nm)

文献:1) Geostandards Newsletter Vol.13 (1989)

APPLICATION OF FISSION TRACK METHOD TO DETERMINATION OF 0.1 $\sim$ 300Ng uranium on Filter Paper

Yumi HIYAMOTO. Tsuyoshi YAITA. Yuko SAITO. Kan KIMURA.

College of Science and Engineering, Aoyama Gakuin University

## 3C07

#### シリカゲルを用いたニオブの分離

(筑波大・化) 〇吉田 未知子、関 李紀、沼田 靖、池田 長生

【序】低レベル放射性廃棄物の安全評価上問題であると思われる長半減期の<sup>94</sup>Nbを、低 レベル試料から分離する方法を検討した。

 $^{93}Nb(n, \gamma)$ β-94 N b <sup>94</sup>Mo (n, p) 2030 v

前回(第33回1CO2)は、微量のニオブが高濃度の硝酸溶液中でシリカゲルに定量的に吸 着する性質を生かし、他のいくつかの核種と分離することが出来たことを報告した。今回 は同様の分離法を河口付近で採取した砂、ステンレスを対象として適用した場合について 報告する。

【実験】<sup>95</sup> Z r - <sup>95</sup> N b をトレーサーとして用いた。砂5 g を500℃で6時間灰化し、酸で リーチングを行いFig.1のように処理した。ステンレスはSUS#304(18-ステンレス)1mgを酸 で溶かして処理した(Fig.2)。両試料ともニオブは硝酸溶液を流した時にシリカゲルカ ラムから溶出し、ジルコニウムと分離することが出来なかった。そこで両方の試料に含ま れているケイ素の妨害を考慮し、ケイ酸を添加しトレーサー実験を行った。ケイ酸をフッ 化水素酸を加えて加熱し、揮散させた場合についても調べた。

砂(5g)、ステンレス (1~500mg)を試料としてトレーサーを添加し、フッ化水素酸存在下 で蒸発乾固する操作を加えたシリカゲルカラムによるニオブの分離について検討した。 【結果と考察】 ケイ酸を添加した時のニオブの溶出率をTable1に示す。ケイ素1mgで顕



niobium from sand

from stainless steel

よしだ みちこ、せき りき、ぬまた やすし、いけだ ながお

著な妨害が見られた。ケイ素10mgを 添加したトレーサー溶液にフッ化水 素酸存在下で蒸発乾固した場合は、 試料溶液、濃硝酸、水を順に流した ときニオブはシリカゲルに吸着、濃 塩酸で91%が溶出し、ジルコニウム と分離することが出来た。

Table 1 Elution of Nb from silica gel column (dependence on Si) (%)

Si (mg)	tracer soln.	Eluate conc.HNO <sub>3</sub>	water	conc.HC1
0	ND	ND	ND	95.4±2.4
0.5	2.9±0.2	ND	ND	92.4±2.4
1.0	17.1±0.6	1.9±0.3	ND	69.6±1.4

砂とステンレスを、Fig.1、2の ように処理した時と、フッ化水素酸

存在下で蒸発乾固の操作を加えた時のシリカゲルカラムからの<sup>95</sup>Nbと<sup>95</sup>Zrの溶出率を Table2、3に示す。砂も、ステンレスの場合もフッ化水素酸を加えて蒸発乾固すると、ニ オプとジルコニウムを分離することが出来た。フッ化水素酸処理をしない場合の結果と比 較すると、ケイ素が妨害していたものと考えられる。この処理によって低レベル試料から の<sup>94</sup>Nbの分離にこの方法を適用することが可能になった。

Table 2 Elution of Nb and Zr from silica gel column (sample: sand 5g)

		tracer soln.	Eluate conc.HNO3	e water	conc.HC1
WITHOUT	<sup>95</sup> Nb	20.9±0.4	$53.0 \pm 1.6$	0.65±0.01	
DRY UP	<sup>95</sup> Zr	70.5±2.0	22.1 ± 2.9	ND	
WITH	<sup>95</sup> Nb	ND	ND	ND	71.9±1.5
DRY UP	<sup>95</sup> Zr	38.5±2.0	52.0±4.5	ND	ND

Table 3 Elution of Nb and Zr from silica gel column (sample: stainless steel(mg))

(%)

(%)

		tracer soln.	Eluate conc.HNO3	water	conc.HC1
(1mg) WITHOUT	<sup>95</sup> Nb	18.5±0.4	0.7±0.2	ND	52.4±0.7
DRY UP	<sup>95</sup> Zr	39.9±1.3	41.4±1.9	ND	ND
(1mg) WITH	<sup>95</sup> Nb	ND	ND	ND	82.6±1.3
DRY UP	<sup>95</sup> Zr	57.9±2.6	33.7±1.7	ND	ND
(500mg) WITH	<sup>95</sup> Nb	ND	ND	2.7±0.2	85.0±1.2
DRY UP	<sup>95</sup> Zr	63.5±2.1	22.8±1.0	ND	ND

Separation of Niobium with Silica gel

Department of Chemistry, University of Tsukuba Michiko YOSHIDA, Riki SEKI, Yasushi NUMATA and Nagao IKEDA

## 3C08

水溶液中の高酸化状態ルテニウムの吸着挙動(その2)

(放医研,日本分析セ\*,原電\*\*) 〇今井靖子,渡利一夫,竹下 洋 森本隆夫\*,伊沢正実\*\*

【緒言】 放射性ルテニウムを酸性溶液中で酸化して気体状四酸化物(RuO<sub>4</sub>)として 蒸留する方法は、多くの核分裂生成物からの分離に利用されている。しかし、装置や操作 がやや複雑なこと、また、酸に難溶性のルテニウム化合物などは蒸留されにくいことから 迅速、簡便な分離を目的とする場合には必ずしも適当とはいえない。

著者らはさきに、酸に不溶の金属ルテニウムや難溶性の化合物もNaOH-NaC1O 混合溶液により溶解し、陰イオン(RuO<sub>4</sub><sup>2-</sup>, RuO<sub>4</sub><sup>-</sup>)として存在する現象に着目し、 これら高酸化状態の陰イオンをろ紙、粒状合成樹脂、活性炭などに吸着させて捕集する方 法について報告した。<sup>1) 2)</sup>

本実験では、この方法を海水中のルテニウムの捕集に応用するための基礎的検討を行った。

なお,ルテニウムは高い原子価状態では条件により室温でも一部が揮散する<sup>3) 4)</sup>ことが あるのでこれらの現象についてもあわせて検討を加えた。

【実験】 トレーサーとして<sup>106</sup> Ru(塩化物)を添加した海水10~50m1を三角フラスコ にとり、これに任意量の安定ルテニウム塩化物、酸化剤、NaOH溶液および各種吸着体 を加え、揮発性ルテニウムが生成した場合、これを捕捉するためのパラフィルム(ポリブ タジェン・ワックス)で上部を密閉する。<sup>4)</sup>一定時間静かに振とうした後、溶液、吸着体 およびパラフィルムの放射能を測定する。

試料溶液には千葉県沖で採水した海水を,酸化剤としてはNaClO,KIO。などを 用いた。

吸着体には、主としてろ紙、合成吸着樹脂(XAD樹脂)、活性炭を用い、比較のためにイオン交換樹脂(Amberlite IRA-904(C1形)および200C(Na形))、シリカゲル、アルミナなどへの吸着も調べた。

海水中のルテニウムの溶存状態は分光化学的方法で調べた。

【結果および考察】 得られた結果の一部を以下に示す。

<sup>10</sup> <sup>8</sup> Ruをトレーサーとして含む海水10mlにRu150µg,5%NaClO20µl,1MNa OH50µlを加えた後,各種吸着体0.1gを加えて24時間振とうした時の結果を図1に示す。 さきに報告した場合<sup>1)</sup>と同様に海水中のルテニウムもろ紙,粒状合成樹脂,活性炭にほぼ 定量的に吸着される。陽および陰イオン交換樹脂にも高い吸着性を示したが無機系のシリ カゲル,アルミナには吸着されないことが示された。また,海水に<sup>106</sup> Ruを添加後の経 過時間が長くなるにしたがい有機系吸着体への吸着はわずかに減少する傾向がみられたが,約15月経過後の海水中からも約95%が吸着されることが示された。

以上の条件下におけるルテニウムの揮発はシリカゲル,アルミナを用いた場合には25% 程度であるのに対し,有機系吸着体の場合には揮発はきわめて少ないことが示された。

いまいきよこ,わたりかずお,たけしたひろし,もりもとたかお,いざわまさみ

また,吸着および揮発におよぼすNaOH濃度の影響を調べた結果,図2に示すように 濃度が大きくなるにしたがいろ紙への吸着は減少するが揮発はされにくくなる。

以上,海水で得られた結果はさきに報告した水酸化ナトリウム溶液の場合と同様の傾向

である。すなわち,酸化剤を加え ることによりルテニウムは海水中 で高酸化状態の陰イオンとなるこ とが吸収スペクトルの測定から示 された。また,ろ紙などに吸着さ れたルテニウムは,黒色を呈する ことから還元生成物である難溶性 のRuO2 と考えられるが有機物 と化学的に結合している可能性も 否定できない。

このような酸化還元反応を利用 するルテニウムの捕集法は、化学 形の判然としない場合、たとえば 海水中のルテニウムの捕集に有用 と考えられる。ルテニウム担体量、 NaOH濃度、酸化剤の量、温度 なが、揮発したルテニウムは体量、 などの関係が微妙な点が難点であ るが、揮発したルテニウムはパラ フィルムに定量的に、かつ選択的 に捕集する心配はない。引続き、化 学種の影響、吸着・脱着条件およ び他核種の挙動などの検討を行い、 海水中からの迅速、簡便かつ選択 的な捕集法を確立したい。



【文献】 1) 渡利, 今井, 竹下, 伊沢; 第33回放射化学討論会(1989)
2) 今井, 渡利, 小柳, 喜多尾, 河村; 保健物理, <u>25</u>, 161(1990)
3) 渡利, 今井, 西村, 甲田; 原子力学会誌, <u>28</u>, 493(1986)
4) 竹下, 渡利, 今井, 小泉; 保健物理, <u>25</u>, 19(1990)

ADSORPTION BEHAVIOR OF HIGH OXIDATION STATE RUTHENIUM IN AQUEOUS SOLUTION(2) National Institute of Radiological Sciences, Kiyoko IMAI, Kazuo WATARI. Hiroshi TAKESHITA Japan Chemical Analysis Center, Takao MORIMOTO Japan Atomic Power Co., Masami IZAWA 3C09

無担体Cd<sup>・</sup>およびAg<sup>・</sup>の製造とその化学的挙動

(理研) 〇安部静子 大久保嘉高 岩本正子 小林義男

摂動角相関測定用の無担体<sup>111m</sup>Cd線源の調製について一部を日本化学会第58春季年会において報告 した。ここでは、Pdターゲット中にCd・と同時に生成するAg・の昇華、吸着のPH依存性、水酸化鉄との 共沈挙動についての知見を得たので、新しく得られたCd・の結果と合わせて報告する。 天然同位体組 成のPdの  $\alpha$  粒子照射により<sup>111m</sup>Cd(T<sub>1/2</sub>: 48.6 min)と共に生成する<sup>107</sup>Cd(T<sub>1/2</sub>: 6.5 h)もトレーサー として用いたので、両者をCd・と表わす。 同様に  $\alpha$  粒子照射したPd中に生成した<sup>106</sup>Ag(T<sub>1/2</sub>:41.3 d) および<sup>106m</sup>Ag(T<sub>1/2</sub>: 8.46 d)をトレーサーとして用いたので両者をAg・と表わす。

#### 実験

理研160 cmサイクロトロンにより8 μmのPd箔を約40 MeVのα粒子で照射した。 照射したPdを減圧下 で電気炉を用いて加熱しCd・とAg・を分離した。Cold fingerにトラップされたCd・とAg・を1:1硝酸ある いは1:1塩酸で溶解し、トレーサとして用いた。γ線測定はGe半導体検出器を用いて行った。

#### 結果と検討

<u>昇華</u> 図1に示すようにCd・とAg・は900℃付近からわずかに昇華しはじめ,温度と共に昇華速度が大き くなった。 1050℃をこすと Pdも昇華するので,1050℃で Pd(Cd・, Ag・) を加熱することにした。

1050℃で30分加熱すると70%のCd・と50%のAg・が昇 華した。これより, Pdターゲットを化学的に溶解 することなく, Cd・とAg・をPdから分離できること が明らかになった。

吸着 Cd·(II)のα-Fe203への吸着を0.5 M NaNO3 および0.5 M NaCl溶液を用いて行った。 図2に示 すように NaNO3とNaCl溶液では若干の吸着の差が 見られ, NaNO3からの方が低いpHで吸着しはじめ た。Ag·(I)のα-Fe<sub>2</sub>0<sub>3</sub>への吸着は、溶質による大 きな差異が見られた。 図3 に示すように 0.5 M NaCl溶液からの吸着率は 0.5 M NaNO3の場合に比 較して低い。 これは0.5 M NaClにおいて AgCl2-が安定に存在し加水分解しにくいことを示してい る。pHが高くなるとAg・(I)は振とう容器の器壁に も吸着することが認められた。 図3におけるpH11 以上の吸着率には器壁への吸着も含まれている。 共沈 図4にアンモニアによるCd・(II)とAg・(I)の 水酸化鉄との共沈率を示す。pH7.5-9ではCd・(II) はほぼ100%共沈するが、pHがこれより低くなると Cd・の加水分解が不完全になり共沈しにくくなる。



あんべしずこ おおくぼよしたか いわもとまさこ こばやしよしお

またpHが高くなるとアンミン錯体を形成して共沈率が低下する。

Ag(I)は水酸化鉄とほとんど共沈しない。 これは Ag(I)が安定なアンミン錯体を形成するためと考 えられる。これよりアンモニアによる水酸化鉄との共沈により Cd<sup>•</sup>(II)とAg<sup>•</sup>(I)は分離可能であるこ とがわかる。NaOHを用いて共沈を行った場合 Cd<sup>•</sup>(II)は弱アルカリ性領域においてほぼ100%共沈する

が、Ag・(I)は一部しか共沈せず、他は水相および 器壁に存在し複雑な挙動を示した。

Cd・(II)の吸着・共沈において器壁への吸着は ほとんど認められなかったが、Ag・(I)をNaOHで中 和した場合pHが高くなるに従い器壁への吸着が増 加した。このため再現性のよい吸着率,共沈率は 得られなかった。

Cdは高温では蒸気圧が高いので,減圧加熱によ りPdから容易に昇華することは予想されたが,蒸 気圧の低いAgもほとんどCdと同様に昇華すること は予想外であった。V.I. Levinら<sup>11</sup>は中性子照射 したPdから,<sup>111</sup>Agを分離するのに,Pdを溶解し 蒸発乾固を繰り返す方法を報告しているが,我々 の昇華法によれば短時間で容易にAg を分離する ことができる。さらに高価なPd箔を繰り返し使用 することができる利点がある。









PREPARATION OF NO-CARRIER-ADDED Cd<sup>.</sup> AND Ag<sup>.</sup> AND THEIR CHEMICAL BEHAVIOR The Institute of Physical and Chemical Research, Shizuko AMBE, Yoshitaka OHKUBO, Masako IWAMOTO, Yoshio KOBAYASHI .