《解説》

# <sup>129</sup>Xe NMR法によるゼオライトの特性把握

北海道大学触媒研究センター(研究生)伊藤太郎

1. はじめに

ゼオライトの特性を把握する方法は数多くあるが, 筆者らによって始められた<sup>1) 129</sup>Xe NMR 法による ゼオライト<sup>2)</sup>,あるいは金属クラスターを担持した ゼオライト<sup>3)</sup>に対する研究は,他の方法とはまた異 なった角度からの知見を加える事が出来る。

Xe はいわゆる不活性ガスなので、他の物質と化 合しにくく、それの持つ大きな球対称の電子雲が何 らかの原因で歪むと、それは敏感に NMR の化学シ フトとして反映されるので、 Xe をプローブ原子と して試料に送り込み、<sup>129</sup>Xe NMR の信号の解析か ら試料の様々な情報を得る事ができる。例えばゼオ ライトそのものについてはその空孔構造<sup>4~9)</sup>、X線 回折等によっては測定し得なかった微小な結晶にま で至るゼオライトの結晶化度<sup>10)</sup>その延長としてゼオ ライト合成過程に於ける結晶成長の各段階の情報<sup>11)</sup> ゼオライト内壁にあるカチオンの作る電場<sup>12)</sup>. カチ オン交換を行った時の交換率<sup>13)</sup>、ゼオライトの脱水 吸水のプロセス<sup>14)</sup>,あるいはゼオライトを触媒とし て使用した時に起る炭素析出のプロセス<sup>1,5)</sup>等があり、 また金属クラスターを担持したゼオライトについて は、金属クラスター1個に含まれる平均原子数の決 定<sup>3,16)</sup>、ゼオライト結晶の内と外に形成された金属 クラスターの判定<sup>17)</sup>,金属クラスター表面で起るH<sub>2</sub>, O<sub>2</sub>, CO 等ガスの吸着と反応過程<sup>2,18~20)</sup>。一たん形 成された金属クラスターが高温処理によって結晶外 へ移動する現象<sup>21,22)</sup>、最近は合金クラスターの研究 にまで及んでいる<sup>23)</sup>。さらにこの<sup>129</sup>Xe NMR によ る研究の適用範囲はゼオライトのような規則的な空 孔構造を持たない系や<sup>24)</sup>,低温測定を行えば普通の 担持金属触媒にも応用できる事を指摘しておきたい。 本稿ではまず簡単にこの測定法の原理についてふれ、 そのいくつかの応用例と特に金属クラスターを含む ゼオライトの系について話を進めていきたい。

## 2. <sup>129</sup>Xe NMR の原理と測定法

Xe は常温ではガスであり、ゼオライトのような

多孔質物質に吸蔵されるとその空孔内でもたえず空間を移動し、その内壁あるいは他の Xe 原子と激し く衝突を繰り返しているため Xe の電子雲は球対称 から歪む。あるいはその空孔内に電場等があっても 電子雲は分極されて歪む。このように何らかの原因 で電子雲が歪むと外部磁場をかけられた時にその電 子雲に流れる反磁場電流の大きさは、孤立した Xe 原子の場合のそれに比べて通常小さくなる。これが Xe NMRの化学シフトδとして観測される。孤立 した Xe 原子の共鳴位置を基準にとるとシフトは通 常低磁場(高周波数)側に起る。ゼオライトに吸蔵さ れた Xe 原子の化学シフトは一般的には次式で表わ される。

 $\delta = \delta$  (S) +  $\delta$  (E) +  $\delta$  (Xe)

ここで $\delta$ (S)は Xe 原子と空孔内壁との衝突による 項、 $\delta$ (E)は電場による分極、あるいは Xe 原子か らの電荷移動に伴うシフト、最後の $\delta$ (Xe)は Xe同 士の衝突によって引起される項であり、空孔内に於 ける Xe 密度 [Xe]の函数である。それらの関係を 図1に示してある。空孔内に電場がない時は、図1 -aの様に $\delta$ と [Xe] は直線関係にある。 電場等が



国 イ いた 品皮 (ハビ) こ 品子 シ ノ イ ひ ジ
関係を示す 模式図
a は 電場のない時, b は 電場等のある時

あるとこの直線にさらに双曲線項の加わったもとい う曲線になる。電場を持つサイトは Xe 原子に対し ては他よりも強い吸着サイトになり, Xe密度が小 さい時はその強いサイトに Xe がより長く滞在し、 Xe 密度が増えるに従って他の状態が増えて、それ ら Xe 原子間の交換が起る。普通常温ではその交換 速度は NMR の観測周波数の逆数の時間よりも速い 為にNMRの信号は一本となり、 Xe 密度に対して 双曲線的に変化する事になる。これをもう少し詳し く詳明すると、図2に模式的に表わすように、サイ ト1(S<sub>1</sub>:この場合強い電場のサイト)に吸着した Xeの数を $n_1$ , その時の化学シフトを $\delta_1$ , サイト2 (S<sub>2</sub>:電場をほとんど無視できるそれ以外のサイト で,1価のカチオンのみのゼオライトの内壁に対  $応^{(12)}$ )に吸着した Xe の数を  $n_2$ , その時の化学シフ トを $\delta_2$ , ガス相の Xe の数を  $n_g$ , Xe 同士の衝突に よるシフトを dxe として、これら3つの状態が速い 交換を行っている場合の化学シフト **∂**<sub>ex</sub> は次式で表 わされる。

$$\delta_{\text{ex}} = \frac{n_1 \delta_1 + n_2 \delta_2 + n_g \delta_{\text{Xe}}}{N} \tag{1}$$

ここで $N=n_1+n_2+n_g$ である。また $n_1$ ,  $n_2$ ,  $n_g$ は 各状態の専有確率と考えてもよい。いま S<sub>1</sub>に吸着 した時の $\delta_1$ を電場の効果によるもの $\delta_{E_1}$ と機械的な ショックによる効果 $\delta_{S_1}$ にわけられるとすると、 $\delta_1$ = $\delta_{E_1}+\delta_{S_1}$ と書ける。 $\delta_2$ は電場の効果が無視でき るとしたので、機械的なショックによる効果だけで  $\delta_2=\delta_{S_0}$ でありこれらを(1)式に代入すると

$$\delta_{\mathrm{ex}} = \frac{n_1 \delta_{\mathrm{E}_1} + n_1 \delta_{\mathrm{S}_1} + n_2 \delta_{\mathrm{S}_2} + n_{\mathrm{g}} \delta_{\mathrm{Xe}}}{N}$$

となる。 Xe と異なる固体表面とのショックの間に は差がないと考えて、 $\delta_{s_1} = \delta_{s_2}$ とすると

$$\delta_{ex} = \frac{n_1 \delta_{E_1}}{N} + \frac{(n_1 + n_2) \delta_{S_2} + n_g \delta_{Xe}}{N}$$

となり,第2項はちょうど内壁に電場等のない通常 のゼオライトの化学シフトを表わす式になり,図1 の直線 a に対応する。曲線 b と a は解析的に差し引 く事ができて,その差は

$$\Delta \delta = \frac{n_1 \delta_{\mathbf{E}_1}}{N}$$

となり、もしNが大きな範囲で $n_1$ が飽和している時は $n_1\delta_{E_1}$ は一定となり、 $\Delta$ るはXe 濃度Nに対して双曲線函数になる。

別の言い方をすると、図3に模式的に示されるように常温で観測される信号 b( $\delta_{ex}$ )は通常の(又は



図3 速い交換によってaとcはコアレッセンス を起し、aとcの重心の位置にbが観測さ れる

ホストの) ゼオライトの示す信号 a ( $\delta_{a} + \delta_{xe}$ ) と, 強い吸着点に Xe が止っているとすれば現れるで あろう信号 c ( $\delta_{1}$ )の重心の位置に対応している。 速い交換によって信号が一本になる現象は NMRの コアレッセンスと呼ばれている。また Xe 原子は数 十,数百個のゼオライトのケージ間を素速く移動す るので,観測される NMR 信号はある程度の拡がり を持った局所的な空間の平均的な情報を反映してい ると考えてよい。もちろんあまり広い拡がりを持っ た空間全体にわたっては平均化されなくて,個々の 局所的な場所からの NMR 信号の重ね合せとなる。

金属クラスターを内包するゼオライトなどの場合 も同様でクラスターのゼオライト結晶内の分布が図 4 a に表わされる様に均一であれば、NMR 信号は 対称で幅の比較的狭いものになるし、 c の様に結晶 表面付近のみにクラスターが集中し、中心部はから っぽの時はそれぞれの部分に対応する信号が 2 本現 れるし、その中間で、クラスター密度が b の様に部 分ごとに異なる場合は、信号の幅が広くなったり、 非対称になったりする。つまり<sup>129</sup> Xe NMR 法によ りゼオライト結晶内に金属クラスターが一様に形成 されているかどうかを判定する事が出来る。



図4 左側の楕円形のものはゼオライトの 結晶で、その中の小さな黒点は金属 クラスターを表わす

a, b, c 3つの異なったクラスター分布に対応 して観測される<sup>129</sup> Xe NMR 信号の波形を模式 的に表わしている



図 5 <sup>129</sup>Xe NMR 測定用試料管

測定方法は試料をボールジョイントとコックのついた図5のようなNMR測定用のアンプルに入れ, 真空系とガス導入系につなぎ,試料を昇温排気したのち,それにXeを導入し,NMRスペクトロメー タにかけて信号を得る。あらかじめその試料に対するXeの吸着等温線を測定しておけば,信号の化学 シフト,波形等の Xe 密度依存性が得られる。NMR の測定には筆者らは Bruker社製の CXPパルス FT スペクトロメータを使用した。 測定周波数は 24.9 MHz で S/N比改善の為,通常数百回から数千回の 積算を行う。パルスの繰返し周期は 0.1 ~数秒であ る。

# 3. 簡単な空孔構造のゼオライト

a. 内壁の電場が無視できる場合

図6は通常のNaY型ゼオライトのNMR信号の例 である。それぞれのピークに付けてある数字は導入 Xeの平衡ガス圧である。圧力の増加に伴って信号 強度と化学シフトが増加しているのがわかる。この 化学シフトをXeの密度に対してプロットしたのが, 図7であり、ると〔Xe〕が直線関係にある。この NaYゼオライトのAl/Siは2.42であったが、その 比を大幅に変化させた場合でもこの直線からほとん どずれない事実からNa<sup>+</sup>の作る電場は無視できる程 小さい事がわかった<sup>26</sup>)。

図8はY型ゼオライトのカチオンを1価の他のカ チオンに変化させた場合と、他の構造のゼオライト の場合<sup>4)</sup>で、いずれも観測されるNMR信号は1本 である。Xe密度を零に外挿した時に得られる $\delta_s$ は ゼオライトの空孔のサイズと密接なる関係がある<sup>5)</sup>. 定性的には空孔のサイズが小さくなる程  $\delta_s$ は大き くなる。いくつかのゼオライトの場合例えばZSM-11やZSM-5は直線が、あるXe密度以上で上に 折れ曲っているが、この理由は空孔内におけるXe 原子のパーコレーションの問題によるのではないか





rはリファレンスの位置。右方向が高磁場側。 ピークの数字はXeの平衡圧。



 $\begin{array}{l} \times : HY, \ominus : LiY, \bigcirc : NaY, \Box : \Omega, \bullet : ZK4 \\ \blacktriangle : KL, \bigtriangledown : ZSM-11, \bigtriangleup : ZSM-5 \end{array}$ 

と考えている。

b. 内壁の電場が無視できない場合

図9はY型ゼオライトのNa<sup>+</sup>を2価のカチオンで 置換していった時の測定例である<sup>18)</sup>。この結果を見 てわかるようにカチオンの交換率がある値を越える と双曲線項が付け加わり,交換率の増加に伴ってそ れが増えていく。2章の測定原理の所でも述べたよ うに,これは2価のカチオンのサイトが強い吸着点 として働く為である。何故ある交換率(例えばMg<sup>++</sup> の場合は60%)以下ではその効果が現れないのかと いう理由は,カチオン交換がまず始めにソーダライ トの内から起り<sup>18)</sup>,あるサイト(複数)が交換し終っ てからスーパーケージ内のカチオンが交換される事 による。Xe 原子は大きすぎてソーダライトの入口 を通過できない。



図9 2価のカチオンを含むY型ゼオライトの NMRシフト対Xe密度

▽:  $Ca_{0.54}Y$ , ♥:  $Ca_{0.71}Y$ , △:  $Ca_{0.79}Y$ , ▲:  $Ca_{0.85}Y$ , ○:  $Mg_{0.78}Y$ , ⊕:  $Mg_{0.72}Y$ , ●:  $Mg_{0.71}Y$ , □:  $Sr_{0.54}Y$ (但しそれぞれの元素のあとの数字はNa と交換した割合を表わす。

#### 4. 2種類の異なった空孔を持つゼオライト

Xe のはいれる異なったサイズの空孔を持つゼオ ライトで,その空孔間の Xe の交換が充分速くない 場合は Xe NMR の信号は 2本になる。図 10 は H 型モルデナイトの観測信号で<sup>4)</sup>,モルデナイトの空 孔構造は c軸にそったトンネルとそのトンネルの途



#### <sup>129</sup>Xe NMR の信号波形 図 10

a は常温の場合でチャンネルとサイドポケット間の 交換が充分速い為信号は一本であるが, 温度を下げ るとものように信号はそれぞれのサイトからのもの に別れる



○●⊗: Na-フェリエライト

□■ :K-フェリエライト △▲ : Na - RHO

中にサイドポケットと呼ばれるくぼみがあり、 Xe はそこにもはいる事ができる。aは室温の場合で信 号は一本であるが、少し温度を下げるとそれら異な った空孔間の交換が遅くなり信号はbのように2本 にわかれる。223 ppmの信号がサイドポケットには いった Xe からのものである。

図11は2本のNMR 信号を持つゼオライトの例  $で^{6}$ , いずれも Xe のはいる事のできる異なった空 孔を持ち、かつそれら空孔間の交換がそれ程速くな い場合である。

# 5. ゼオライトの脱水と吸水のプロセス

ゼオライトを扱う者にとって興味があるのはゼオ ライトの脱水・吸水のプロセスがどのように進行す るかという事であるが、 NaY ゼオライトについて, <sup>129</sup>Xe NMR 法で調べた結果を紹介しよう<sup>14)</sup>。図 12 は少しずつ昇温脱水しながら Xe を導入してそのつ ど Xe NMR の みの Xe 密度依存性を測定したもの である。各線につけた数字は水分飽和状態の時を1 として、どれだけ水分が残っているかを示すもので ある。水が脱けるに従ってδ、が減少すると同時に、 直線の勾配も下がっている。 この る、と勾配を水分



図12 NaYの脱水過程に於ける<sup>129</sup>Xe NMR のシフト対Xe 密度

グラフの各線の端に付いている数字は, 飽和を 1とし、それと比べての含水率



図 13 図 12のグラフの勾配 d ∂/dnとXe密度 を零に外挿した時のシフト ∂<sub>s</sub>を含水率 Cでプロットしたもの

上の横軸の%は,水分飽和時のNaY総重量のうち 水分の占める割合は26%であるが,それから出発 した水分含有率

含有率でプロットしたのが図 13 である。  $\delta_s dXe$ 原子がゼオライト中を運動する時, ゼオライトの内 壁との衝突の度合に関係した量であり,  $\delta_s$  が小さ くなるに従って Xe はゼオライト結晶中を拡散し易 くなっていると考えてよい。一方直線の勾配は Xe に与えられたフリースペースに関係した量と考えて よく, 勾配が強いのはフリースペースが小さい事に 対応する。この観測の結果わかった事は含水率約 40%以下では水分はスーパーケージの中にはほとん ど無くなっているが, 空孔内のガス拡散に対しては 約10%の含水率に致るまで大きな影響を与える位置 に吸着している事である。

完全に乾燥した NaY ゼオライトに常温で水蒸気 を加え、少しずつ吸水させていった時の観測波形の 変化を図 14 に示す。この時試料管はいつも鉛直に 保ち、ゼオライト粉体をかき混ぜないようにした。 含水量が増えるに従って、信号強度は減少するが、 たえずシフトの変らない 2本の信号 a と bが共存す る。a は含水率 0.1 以下(あるいは乾燥したまま)の 信号位置に対応し、b は含水率 0.6 の 信号位置に対 応する。この試料管の中で起った事を模式的に表わ したものが 図 15 で、吸水が 3 つのゾーンに分れて



図 14 乾燥した NaY に少しずつ含水させて いった時の<sup>129</sup> Xe NMR 信号

1:C=0.067, 2:C=0.27, 3:C=0.37, 4 :C=0.58の含水率に総体としては対応。aは乾燥 状態(厳密にはC=0.1以下), bはC=0.6の信号位 置に対応する。水分で飽和した NaY には Xe がはい らないので 1→4 と信号強度が下っているのは飽和 した結晶が存在する事を示唆している。



図 15 鉛直に立てた NaY の上方から室温で 水蒸気を導入した時,試料中に現れる 異なった含水率のゾーンを表わす a:乾燥状態,b:C=0.6,c:飽和に近い含水

上から下へと進行して行く事を示している。aが乾 燥状態, bが 0.6 の含水率, c が飽和したゾーンに 対応する。ここで興味深いのは,吸水の過程が連続 的に進むのではなく,ある中間(この場合*C*=0.6)の ステップをとっている事である。何故そうなるのか という事については今後の研究が待たれる。

### 6. 金属クラスターを内包するゼオライト

ゼオライトは普通のアルミナやシリカと同様に金属触媒の担持体として使用される事があるが、その 特異な性質、例えば規則的な空孔構造とそのサイズ の均一性、あるいは内部に電場がある、等から他の担 持体上の金属触媒とは異なった性質を持つ可能性が ある。ここでは金属-ゼオライト系の特性把握には たす<sup>129</sup>Xe NMR について述べたい。

金属表面に Xe は charge-transfer no-bond 吸 着を行い、その吸着エネルギーは約8kcal/mol<sup>26)</sup> であり、ゼオライト内壁 4~5 kcal/molより高いの で、この系への Xe の吸着はヘテロジニアスな表面 への吸着になり第2章で扱ったように δ- [Xe] 曲線 に双曲線項がはいってくる。 Xe 密度を零に外挿し た時のシフトの大きさは数百から千 ppm にも達し, カチオンの作る電場による場合等と比べるとその大 きさは1桁違う。これはゼオライト中に形成された 金属クラスターが電子欠乏形になっているという Boudart らの指摘<sup>27)</sup>と合せて考えるならば、 Xe か らの外殻電子がよりクラスター側に移行し易い為で あると思われる。一方これら金属クラスターを含む ゼオライトに種々のガスを少しずつ導入して<sup>129</sup>Xe NMRを観測すると面白い現象が見られる<sup>18,20)</sup>。H<sub>2</sub>, O<sub>2</sub>, CO等はすべて金属クラスターに吸着するが、 例えば、Pt クラスターに常温ではH<sub>2</sub>, O<sub>2</sub>はまず1 クラスター当り1分子ずつ吸着を開始し、すべての クラスターがガス分子を吸着してから、1クラスタ - 当り2分子目の吸着が始まるが、 CO は各クラス ターにいきなり飽和吸着を起していく、高温ではこ れが逆転して O。は各クラスター当り飽和吸着を起 すようになるが、COの場合は1分子ずつの吸着が 進行する。

図 16 に Pt<sub>7.8</sub>/NaY に H<sub>2</sub>ガスを吸着させた例を 示してある。1 は還元排気した後の何も吸着してい ない Pt クラスターを含む場合で a の信号がこれに 対応する。2,3…と順次H<sub>2</sub>ガスを少しずつ導入し ていった時の観測波形である。 a の信号強度が減少 して新たな信号 b が現れるが, この b は 1 クラスタ ー当り H<sub>2</sub>を 1 分子ずつ吸着している信号に対応し, a が消滅した時の H<sub>2</sub>分子の導入数がクラスターの 総数であり,この触媒に含まれる金属原子数を知っ ていればただちに金属クラスター1 個当りの平均原 子数が求まる(この場合は 7.8 原子であった)。他の



# 図16 Pt/NaYにH<sub>2</sub>を少しずつ導入して いった時の<sup>129</sup>Xe NMR観測波形

1. 還元直後, 2,3…とH<sub>2</sub>を加えていく。右の図は それぞれの信号に対応したゼオライトの結晶を模式 的に示す。その中の小さな白丸は Pt クラスター, 黒丸はH<sub>2</sub>1分子を吸着した Pt クラスター

ガスの場合も同様でクラスターがガス分子を吸着す ると<sup>129</sup> Xe NMRの化学シフトは小さくなるが、こ れは吸着ガスが Xe 原子とクラスターの接触をステ リックに防げている事も考えられるが、むしろクラ スターの電子状態が変る、例えば、電子欠乏的でな くなっているのではないかと考えている。

#### 7. 合金クラスターを内包するゼオライト

筆者らは最近二元合金クラスターを NaY ゼオラ イト中に形成させた試料の特性把握を<sup>120</sup>Xe NMR で行ったのでそれについて最後にふれてみたい<sup>23)</sup>.

Rh<sub>6-x</sub> Ir<sub>x</sub>/NaY (x=0, 2, 4, 6) は Ship-ina-bottle 合成法で NaY ゼオライトの中に [Rh<sub>6-x</sub> Ir<sub>x</sub> (CO)<sub>16</sub>]を形成し酸素気流中で昇温して COを とばし,それを今度は水素還元して得られる(図17)。 それら試料に Xe ガスを導入して得られた信号が図 18 に示してある。 Xe の平衡圧は 400 Torr でその 時の NaY 単独の信号位置が矢印で示してある。各 試料とも NaY に対応する位置には信号がなく,線 幅はそれぞれの信号位置と NaY の信号位置の距離 に比べて充分小さく,かつ波形が対称形である事か ら,2章の原理の所で述べたように合金クラスター はゼオライト結晶内に均一に形成されている事がわ



横軸上に矢印で NaY のみの時の信号位置を示す

かる。それぞれの試料の化学シフトを Xe 密度に対 してプロットしたのが図 19 である。 Rh<sub>6</sub>/NaY は 大きな双曲線項を含むが, Ir がはいるに従ってそ れが急速に減少している。この事から Rh<sub>6</sub> は電子欠 乏度が高いが, Ir がはいる事によって急速にそれ が下がっている事がわかる。これは触媒反応,例え ばn-ブタンの水素化分解の Turn-over 周波数の 測定結果とも一致している。さらにこれら試料の中 間組成のものが本当に合金クラスターであるか,そ れとも元素毎の分離が起っていれば,これら観測され



図 19 X  $\mathbb{R}$  NMR  $\mathbb{O}$  シアドズ X  $\mathbb{R}$   $\mathbb{R}$ × :  $\mathbb{R}$ h<sub>6</sub>/NaY,  $\square$  :  $\mathbb{R}$ h<sub>4</sub> $\mathbb{I}$ r<sub>2</sub>/NaY,  $\triangle$  :  $\mathbb{R}$ h<sub>2</sub> $\mathbb{I}$ r<sub>4</sub>/NaY,  $\bigcirc$  :  $\mathbb{I}$ r<sub>6</sub>/NaY, 点線はNaYのみの時を表わす

た曲線間の間隔が組成変化に対して比例配分(この 場合等間隔)にならなければならないのに,実際は 等間隔になっておらず,例えば Xe 密度 $5\times10^{20}$  atoms /gの時の Rh<sub>6</sub>, Rh<sub>4</sub>Ir<sub>2</sub>, Rh<sub>2</sub>Ir<sub>4</sub>, Ir<sub>6</sub>/NaY の化学 シフトはそれぞれ 148, 106, 85, 78 ppm でそれら の間隔は 42, 21, 7 ppm であり,各元素の分離を起 していない事がわかる。



図 20 ゼオライト中のムッシュ・ゼノン

### 8. おわりに

以上述べて来たようにゼオライト等多孔質物質の 研究に<sup>129</sup>Xe NMR法は大変有効である。この研究 を始めたのは1978年でその時のテーマはゼオライ トの内部の電場を NMR法によって測定できないか という事であった。これ程まで多方面にわたって応 用範囲が拡がるとは思わなかったというのが現在の 正直な感想である。

#### 参考文献

- 1) T. Ito and J. P. Fraissard; Proc. Vth Int. Conf. Zeolites, Napoli, 1980, p. 510.
- 2) J. P. Fraissard and T. Ito; Zeolites, 8 (1988), 350.
- 3) L. C. de Ménorval, T. Ito and J. P. Fraissard; Trans. Faraday Soc. 1, 78 (1982), 403.
- 4) T. Ito, L. C. de Mênorval, E. Guerrier and J. P. Fraissard; Chem. Phys. Lett., 111 (1984), 271.
- M. Springuel-Huet, J. Demarquay, T. Ito and J. P. Fraissard; Proc. Conf. Innovation in Zeolite Materials Science, Nieuwpoort, 1987, (Elsevier Science Publishers B.V. 1987), 183.
- 6) T. Ito and J. P. Fraissard; Zeolites, 7 (1987), 554.
- 7) J. A. Rimeester; J. Am. Chem. Soc., 104 (1982), 289.
- 8) J. A. Ripmeester; J. Magnetic Resonance, 56 (1984), 247.
- 9) T. T. P. Cheung, C. M. Fu and S. Wharry; J. Phys. Chem., 92 (1988), 5170.
- 10) M. A. Springuel-Huet, T. Ito and J. P. Fraissard; Proc. Conf. Structure and Reactivity of Modified Zeolites, Prague, 1984 (Elsevier Science Publishers B. V. 1984), p. 13.
- 11) T. Ito, J. P. Fraissard, J. B. Nagy, N. Dewaele, Z. Gabelica, A. Nastro and E. G. Derouane; Proc. 8th Int. Conf. Zeolites, Amsterdam, 1989 in press.
- 12) T. Ito and J. P. Fraissard; J. Chim. Phys., 83

(1986), 441.

- 13) T. Ito and J. P. Fraissard; *Trans. Faraday Soc. 1*, 83 (1987), 451.
- 14) A. Gedeon, T. Ito and J. P. Fraissard; Zeolites, 8 (1988), 376.
- 15) T. Ito, J. L. Bonardet, J. P. Fraissard, J. B. Nagy, C. André, Z. Gabelica and E. G. Derouane; Appl. Catalysis, 43 (1988), L5.
- 16) T. Ito, L. C. de Ménorval and J. P. Fraissard; J. Chim. Phys., 80 (1983), 573.
- 17) J. P. Fraissard, T. Ito, L. C. de Ménorval and M. A. Springual-Huet; Proc. Int. Conf. Microstructures in Zeolites, Bremen, 1982, (Elsevier Scientific Publishing Comp. 1982), p. 179.
- 18) J. P. Fraissard, T. Ito and L. C. de Ménorval; Proc. 8th Int. Congr. Catalysis, Berlin, 1984, III-25.
- 19) L. C. de Ménorval, J. P. Fraissard, T. Ito and M. Primet; Trans. Faraday Soc. 1, 81 (1985), 2855.
- 20) 伊藤太郎, J. P. Fraissard and L. C. de Ménorval; 触媒, 26, No. 5 (1984) 372.: 伊藤太郎;触媒, 27, No. 7 (1985) 495.
- 21) W. E. Scharpf, R. W. Crecely, B. C. Gates and C. Dybowski; J. Phys. Chem., 90 (1986), 9.
- 22) L. Petrakis, M. A. Springuel-Huet, T. Ito, T. R. Hughes, I. Y. Chan and J. P. Fraissard; Proc. 9th Int. Congr. Catalysis, Calgary, 1988, p. 348.
- 23) M. Ichikawa, L. Lao, T. Ito and A. Fukuoka; Faraday Discuss. Chem. Soc., 87 (1989), in press.
- 24) E. Weist, W. C. Conner, J. P. Fraissard and T. Ito; Proc. 3rd Int. Conf. Fundamentals Adsorption, Sonthofen, 1989 in press.
- 25) T. Ito and J. P. Fraissard; J. Chem. Phys., 76 (1982), 5225.
- 26) B. E. Nieuwenhuys, O. G. Van Aardenne and W. M. H. Sachtler; Chem. Phys., 5 (1974), 418.
- 27) R. A. Dalla Betta and M. Boudart; Proc. Vth Int. Cong. Catalysis, Palm Beach, 1972, Ed, J. Hightower, Elsevier, 96 (1973), 1329.