斜方晶ポリオキシメチレンの振動分光学的研究

森下 浩史•小林 雅通*•下村 正樹**•井口 正俊**

長崎大学教育学部化学教室 (昭和62年10月31日受理)

Vibrational Spectroscopic Study of Orthorhombic Polyoxymethylene

Hirofumi Morishita, Masamichi Kobayashi* Masaki Shimomura** and Masatoshi Iguchi**

> Department of Chemistry, Faculty of Education Nagasaki University, Nagasaki, Japan (Received Oct. 31, 1987)

Abstract

Polarized Raman spectra of the micron-sized moth-shaped single crystal of orthorhombic polyoxymethylene (o-POM) have been investigated by means of the Raman microprobe technique. When the apertures were inserted into the optical system of the Raman microprobe, the change of the relative intensities of Raman bands was recognized, this indicates that the observed polarizations are strongly influenced by the polarization scrambling effect of tensor elements of the lengthwise direction. Utilizing the effect, we were able to be confirm the assignments for the Raman-active fundamentals of o-POM crystals.

The ordinary right-angle Raman spectra of a high-purity o-POM sample were carefully measured at room temperature, eleven Raman bands were newly detected.

1. はじめに

ポリオキシメチレン (POM) の結晶変態には,通常の条件で生成し9/5 (又は29/16) ら せん分子鎖から成る三方晶ポリオキシメチレン(t-POM)^{1,2,3)}の他に,準安定相の斜方晶ポ

^{*} 大阪大学 理学部

^{**}通産省 工業技術院 繊維高分子材料研究所

リオキシメチレン(o-POM)がある。この o-POM は初めて1963年 Carazzolo 等によっ て、ホルムアルデヒドの弱アルカリ水溶液から生成することが見出された。4 そして、既に この結晶について X 線回折⁵¹や、赤外およびラマンスペクトルによる振動分光学的研 究^{6,7,8,9)}が報告されている。しかしながら、この時に得られた o-POM 試料はすべて粉末状 態であり、これを加熱したりあるいは圧延や延伸等の力学的変形を施すと、容易に安定相 の t-POM へ固相転移を起すので配向試料は得られていない。従って、これまでの研究はす べて偏光データによる基本的な裏付けがないままになされたものである。また、その後上 記合成法によるo-POM の合成は一度も成功していない。

1983年小林等は三弗化ホウ素を触媒、少量の水を助触媒としたトリオキサンのカチオン 重合の過程で、o-POM が特定の形状 (蛾の形に酷似)をした数十ミクロン大の板状単結晶 (以下, Moth-o-POM と略す)として生成することを顕微ラマン法によって明らかにし た。¹⁰Moth-o-POM は非常に小さい単結晶で、しかも熱的に不安定(準安定状態)なため に、分子の構造や配向に関する情報を得るために通常用いられるX線や電子線回折法は使 用できなかった。非破壊的な in situ でのミクロアナリシスが可能である顕微ラマン法に よって、やっとこの試料についての測定ができ、o-POM であることを明らかにした。加え てこの方法により o-POM の偏光データを得ることに初めて成功した。観測されたバンド の偏光特性および基準振動解析の結果に基づいて、Moth-o-POM の結晶軸の配向方向に ついての検討がなされ、結晶軸の c 軸はこの板状単結晶の表面上を走っている線条(図1) に平行であることが明らかにされた。¹¹⁾次いで、多数の Moth-o-POM を面配向させた時の 顕微赤外スペクトルと、o-POM 粉末試料の無偏光赤外スペクトルで共に観測された B₂(6) -B₃(6)と B₂(10)-B₃(10)の各スプリットペアーバンドの相対強度の検討から、Moth-o-POM の a 軸は結晶の板面内で線条に垂直方向、b 軸は板面に対して垂直方向であることを明ら かにした。¹²⁾

最近, o-POM 結晶のモルフォロジーの 違い(高分子結晶の極限構造である伸び切 り鎖構造と折りたたみ鎖構造)により、赤 外吸収スペクトルにおける B1バンドのみ が波数シフトして観測されることを,t-POM から o-POM への加圧相転移の研究 で明らかにした。13)t-POMの赤外活性な A2モードが結晶のモルフォロジーにより 波数シフトすることは良く知られている事 実である。B₁モードは赤外のほかラマンス ペクトルにも活性であり,従って,次の問 題として当然これらの B₁バンドの観測波 数と結晶のモルフォロジーとの関係を検討 することは,これらの結晶について分光学 の研究を進める上で大変興味ある問題であ る。この問題に関連して、本研究ではまず 顕微ラマン法における Moth-o-POM の偏



Fig. 1. Photomicrograph of Moth-o-POM and t-POM single crystals.

光測定で,この方法に特有な偏光の混ざり込みが生じることを明らかにし,さらにこの効 果を利用して,Moth-o-POMの観測された各ラマンバンドについてその対称種の帰属を 再検討した。また,o-POM 結晶について理論的に出現することが予想されるラマン活性バ ンドの内で,これまでにまだ観測されておらず,帰属されていないラマンバンドが数多く 残っている。そこで,最近得られた高純度の o-POM 粒体試料についての詳細なラマン測 定から,これらのバンドを観測することに努め,この結晶の構造についての分光学的な知 見を得ることを目的とする。

2.実 験

2-1. 試料 Moth-o-POM および高純度の o-POM 粒体試料(外形的に Moth-o-POM と異なる)は共に通産省工業技術院繊維高分子材料研究所で合成された¹⁴⁾ものである。Moth-o-POM 試料は微小な t-POM 針状単結晶(ポリマーウィスカー)の間に混在して得られる(図1)ので,この試料のみを測定するために,これらの結晶をスライドグラス上に乗せ,少量の水で各結晶を分散させて分ける必要がある。板状晶の Moth-o-POM はその板面をスライドグラス表面上に平行にして置かれ,丁度,蛾が羽根を拡げたような様子が光学顕微鏡で見られる(図1)。これらの Moth-o-POM を顕微ラマン測定用の試料とした。

高純度の o-POM 粒体試料は Moth-o-POM と同一方法で合成された。この試料は外形 的にほぼ球状でその一部が平らな底をなしている。粒体の直径は1mmよりも小さく,ほぼ 球形をしている。それぞれの粒体試料を光学顕微鏡で視察すると,不特定な方向を向いた 多数の微小な六角柱状結晶からできていることが分る。なお,この六角柱状結晶の柱頭方 向のラマンテンソル成分 (cc)の偏光顕微ラマンスペクトルと,Moth-o-POM の (cc)の 偏光顕微ラマンスペクトルが全く同一のスペクトルを示した¹¹¹ことから,これらの微小六 角柱状結晶は単結晶であることが明らかにされ

2 - 2 . ラマン測定 Moth-o-POM は顕微 ラマン法により測定した。装置は OLYMPUS HB-2 光学顕微鏡とデータプロセッサを装着し た焦点距離100cmのダブルモノクロメータから 成る JASCO NR-1000 ラマン分光光度計を用 いた。各偏光測定は 1/2 波長板およびアナライ ザーを用いて行った。顕微ラマン装置の光学系 を図 2 に示しているが,入射光(レーザビーム) は 1/2 波長板により偏光の向きを決められた後, ビームスプリッタで光路を直角に曲げられ,対 物レンズを通してその焦点位置に置かれたサン プルステージ上の試料に照射される。対物レン **C** ズの倍率100倍(開口数0.9)を用いた場合,入 射光の直径を 1 μ m まで絞り込むことができ

ている。



Fig. 2. Optical system of Raman microprobe apparatus.

る。従って、空間分解能として試料の形態や性状にもよるがほぼミクロンオーダーの値を 得ることができる。¹⁵⁾そして, TV カメラで試料の測定箇所や入射光の焦点位置をモニター しながら試料の最適位置を微調整して決めることができるので、ミクロアナリシスとして 微小な試料やバルク中の局所微小部位の情報を得ることができる。試料からの散乱光は後 方散乱により、対物レンズで集光され、ビームスプリッタおよびアナライザーを通過して 分光器へと導かれる。また、この光学系へのアパーチャーの挿入位置を図2に併して示し ている。アパーチャーIの穴の直径は1mm,アパーチャーIIは2mmのものを用いた。これ らのアパーチャーの役割は、対物レンズの中央部を透過する入射光あるいは散乱光は通す が、その周辺部を通過しようとする光は通さないようにすることである(図3)。励起光と して Ar⁺レーザ514.5nm を用いた。なお, 試料に固定した座標系として, Moth-o-POM の 表面上の線条に平行な方向をX,この結晶の板面内でXに垂直な方向をY,そして板面に 対して垂直な方向をZとした($XY \perp Z$)。

高純度の o-POM 粒体試料のラマン測定は、この試料の1粒をガラスキャピラリーに封 入したものについて、JASCO R-500 分光器を用いて通常の 90° 散乱法により実施した。こ の試料の球部に入射光(レーザビーム)の焦点を合わせ、その反射光が入射スリットの中 央にくるように試料位置を定めて測定した。従って、試料からの反射光を遮るためにでき るだけ入射スリットを閉じた高分解能測定を行った。励起光として Ar+レーザ488.0nm を 用いた。

3. 結果および考察

3 — 1.Moth-o-POM についての偏光顕微ラマンスペクトル o-POM の分子鎖は 2/1 らせん構造をとり、その光学活性な振動モードは点群 D₂と同型である因子群で取扱う ことができる。o-POM の line group, site group および space group の相互関係を表 I に示す。また、表IIには o-POM 結晶の対称種と分子内振動の数,格子振動の数および赤 外・ラマンの選択律を示している。o-POM 結晶では単位胞中を2本の分子鎖が通るので,

この分子振動モードは分子鎖間相互作用 (Davydov splitting) により $A-B_1$ あるいは B_2 ーB₃モードのスプリットペアーバンドを生じる。

 B_2 および B_3 モードは o-POM 分子鎖に対して 垂直な方向の振動型を持っている。o-POM の粉 末試料のラマンスペクトルにおいて, その B₂(7) $-B_{3}(7)$ および $B_{2}(8)$ $-B_{3}(8)$ スプリットペアーバン

ドの各相対強度はほぼ等強度を示 Table II. Factor group analysis of crystalline o-POM す¹¹⁾のに対して, Moth-o-POM に ついての (YX) 偏光測定では、それ らの高波数側のバンドの散乱強度が -共に大きく観測され, これらのバン ドの相対強度に差が認められた。し かもこの測定で使用した対物レンズ

Table I. Correlation table for the vibrations of crystalline o-POM

Line group	Site group	Space group
A	A(T)	-A(R)
B	$>A(1_z)$	$-B_1(R, IR)$
B ₂		$B_2(R, IR)$
B₃	$-D(T_x, T_y)$	$ B_3(R, IR) $

Species	No.	No.	Polarization		
	molecular modes	lattice modes	IR	Raman	
A	10	$2(\mathbf{R}_{c}', \mathbf{T}_{c}')$	Forbidden	aa, bb, cc	
B_1	10	$1(R_c')$	$\mu_{ m c}$	$\alpha_{\rm ab}$	
B_2	10	$1(T'_a)$	μ _b ·	$\alpha_{\rm ac}$	
B₃	10	1(T' _b)	μ_{a}	$\alpha_{ m bc}$	

の倍率が低くなるほど、その差が大きくなる傾向を示した。¹¹⁾また、100倍(高倍率)の対物 レンズを用いた (YX) 偏光測定でアパーチャーIIを光学系に挿入した場合、挿入前のスペ

クトルと比べて明らかにこれらのスプリット ペアーバンドにおける相対強度の差が大きく なった。12)以上の結果に対する理由として、本 来の偏光成分の他に対物レンズによる光の絞 り込み作用のために深さ方向の偏光成分hが 混入したためと考えられる。図3にこの偏光 の混入の様子を模式的に示した。(a)は対物レ ンズの倍率が低い場合、(b)はその倍率が高い 場合を示す。低倍率の対物レンズを用いた場 合では高倍率のそれに比べて焦点距離が長く, 光の絞り込みの度合が小さいので、その深さ 方向の偏光成分hは小さくなる。また,対物 レンズの周辺部を通る光に対してその中心部 を通る光ほど対物レンズによる絞り込みの作 用を受ける度合が小さく,従ってそのh成分 も小さくなる。そこで、アパーチャーを光学 係に挿入してその周辺部を通過する光を遮る



Fig. 4. Polarization scrambling effect on the magnification of the objective and the insertion of the aperture in the (YX)polarized micro -Raman spectra of Moth-o-POM. Bands marked with sp. are spoiled bands by objective themselves.



Fig. 3. Polarization scrambling effect on the magnification of the objective lens and the insertion of the aperture.



Fig. 5. Polarization scrambling effect of the insertion of apertures in the (XX)polarized micro-Raman spectra of Moth-o-POM.

ことにより,深さ方向の偏光成分hの混入を減少させ得ると考えられた(Fig. 3. (b))。従っ て以上の考察により,低倍率の対物レンズを用いた場合,あるいはアパーチャーを光学系 へ挿入した場合の偏光顕微ラマンスペクトルにおいて,その相対強度が減少するバンドは 偏光の混ざり込みによるh成分を持つ振動モードとして帰属することができる。また,そ の相対強度において変化がないバンドは,ラマンの選択律で示される本来の偏光成分を持 つ振動モードに帰属される。

図4に Moth-o-POM の指紋領域における(YX) 偏光の顕微ラマンスペクトルを示す。 (b)は対物レンズ100倍を用いた場合,(a)は対物レンズ100倍にアパーチャーIIを用いた場合,(c)は対物レンズ50倍を用いた場合である。(b)のスペクトルに比べて(a)および(c)のスペクトルで共に相対強度が減少するバンド(図4,矢印)が観られた。これらの1476,1387,1323,1110,937,909,898および622cm⁻¹のバンドは以上の考察からそれぞれ(YX) 偏光に対して縦方向の成分hを持つ振動モードであることが分る。また,これまでの研究^{11,12)}により(YX) 偏光測定では B₂バンドの出現が期待される(表II)ことから,相対強度の減少が見られない1490,1135,950および596cm⁻¹のバンドはそれぞれ B₂モードに帰属できることは明らかである。なお,約1300,1250および850cm⁻¹のバンドは対物レンズ自身から観測された汚染されたバンドである。

図 5,図 6 および図 7 に,Moth-o-POM について対物レンズ100倍を用いた場合の (XX),(YY)および(YX)の各偏光顕微ラマンスペクトルを示す。これらの,それぞれ



Fig. 6. Polarization scrambling effect of the insertion of apertures in the (YY)polarized micro-Raman spectra of Moth-o-POM.

Fig. 7. Polarization scrambling effect of the insertion of apertures in the (YX)polarized micro-Raman spectra of Moth-o-POM.

IIを挿入した場合,(c)はアパーチャーIを挿入した場合のスペクトルを示す。ここでアパー チャーIは入射光における偏光の混入を抑え、アパーチャーIIは散乱光における偏光の混 入を抑制する役割を果す。1490cm⁻¹のバンドは(YY) 偏光および(YX)で観測されてい るが,(XX)では観測されていない。そして,(YY)でのアパーチャーIIを挿入した場合 のスペクトルでその相対強度が減少していることから、 α_{cc} および α_{aa} 成分を持たないこと はこれらのスペクトルから明らかである。Zerbi等はこのバンドをAモードに帰属してい る⁸⁾が、今回得られた偏光のデータからAモードに帰属できないことは明白である。また、 このバンドは(YX)で強い強度を示し、この偏光の下でアパーチャーを挿入した場合のス ペクトルでもその相対強度に変化が認められないことから、 α_{ac} のラマンテンソル成分を持 つ B₂モードに帰属することができる。596cm⁻¹のバンドもこのバンドと同一の傾向を示し たので B₂モードに帰属される。

1476cm⁻¹のバンドは (XX), (YY) および (YX) すべての偏光で観測された。このバン ドを Zerbi 等は line group の B_2 モードに帰属している⁸⁾が, (YX) でアパーチャー I およ び II を挿入した場合のスペクトルでその相対強度が減少したことから, 偏光の混入により (YX)には出現したものと考えられる。従って, このバンドを α_{ac} 成分の B_2 モードに帰属 することは妥当でない。(XX) で強い強度を示し, しかも (XX) および (YY) でアパー チャーを挿入した場合のスペクトルでその相対強度が減少しないことから, このバンドは α_{cc} および α_{aa} のラマンテンソル成分を持つAモードに容易に帰属することができる。また, 1323, 909および622cm⁻¹のバンドも同じ傾向を示したので, これらのバンドもAモードに帰

属される。1387cm⁻¹のバンドは (YY) およ び (YX) で観測されるが, (XX) では観測 されなかった。そして, アパーチャー挿入 のスペクトルでは, (YX) でその相対強度 が減少するのに対して (YY) ではその相対 強度に変化は認められない。従って, この バンドは α_{aa} 成分を持ったAモードに帰属 することができる。

898cm⁻¹のバンドはすべての偏光で観測 されており、(YX)でのアパーチャー挿入 の測定でその相対強度は減少した。このバ ンドは(XX)偏光のスペクトルの中で最も 強く観測される909cm⁻¹A(8) ν_s OCOバンド の極く近い波数位置にあり、A(8)のペアー バンドに相当する $B_1(8)$ に帰属されるべき バンドであると考えられる。 B_1 振動モード は分子鎖軸方向の遷移モーメントを持つ

(表II)ので、これらの赤外吸収強度は大きいことが期待される。Moth-o-POMを 面配向させた時の赤外スペクトルにおいて 895cm⁻¹に吸収強度が非常に大きいバンド



Fig. 8. Polarization scrambling of B_3 modes in (XX) and (XY)polarized micro -Raman spectra of Moth-o-POM.

が観測された。12)この赤外の結果は上のラマンバンドについての帰属を支持する。

(XX) および (YY) に観測されずに, (YX) 偏光ラマンスペクトルに観測された1135と 1110cm⁻¹, および950と937cm⁻¹のスプリットペアーバンドの帰属については, 既に対物レン ズの倍率変化における相対強度の検討¹¹⁾やアパーチャー挿入におけるこれらのバンドの相 対強度の検討¹²⁾から, それぞれのスプリットペアーバンドの高波数側のバンドは (YX) 偏 光成分 α_{ac} を持つ B₂モードに帰属され, 低波数側のバンドは (YX) 偏光に混入した α_{bc} ラ

マンテンソル成分を持つ B_3 モードとして帰属 されている。今回の測定でも、図7のアパー チャーIおよびIIを挿入した場合の(YX) 偏光 スペクトルで示されているように、低波数側の バンドの相対強度のみが減少した。これらの結 果は我々のこれまでの結論を支持している。

また、これらのスプリットペアーバンドの帰 属に関して、図8に100倍の対物レンズを用いた 場合のX偏光の入射光下におけるスペクトルを 詳細に検討した。(b)はアナライザーを取り外し た時の(XX+XY)のスペクトルを示し、(a)お よび(c)はアナライザーを装着した場合の(XX) 偏光ラマンスペクトルと、(XY)偏光ラマンス ペクトルをそれぞれ示した。(b)ではこれらの B_2 (7)— B_3 (7)と B_2 (8)— B_3 (8)のペアーバンドの強度 はそれぞれほぼ等強度あるいは B_3 バンドの相 対強度が強いのに対して、(c)の偏光測定では先

(図7)に示した Moth-o-POM の (YX) 偏光 スペクトルと同様に,高波数側の各 B_2 バンドの 相対強度は強く,低波数側の B_3 バンドは弱く観

測された。 B_3 バンドについて(b)と(c)に おける相対強度の検討から、(XX) 偏 光スペクトルに α_{bc} 成分の B_3 バンドは 当然出現することが予想された。そこ で、(XX) 偏光の丁寧なスペクトル測 定を試みたところ、(a)に示されている ように、スプリットペアーバンドの内 B_3 バンドのみが選択的に観測された。 この結果は(XX) および(XY)の本 来の偏光の中に、 α_{bc} 成分の B_3 モード が縦方向の偏光の混ざり込みによって 出現したことを示したものである。 従って、顕微ラマン法では高倍率の対 物レンズを使用して測定するために、



Fig. 9. Polarized micro-Raman spectra of Moth-o-POM in the C-H stretching region.



Fig. 10-1. Raman spectra in the C-H stretching reagion of o-POM taken on a high purity sample.



この方法に特有な偏光の混入があることは明らか である。また、これまでの我々の $B_2(7)-B_3(7)$ と B_2 (8)— $B_3(8)$ のスプリットバンドの帰属についての 結論を強く裏付けている。

Moth-o-POMのC-H伸縮振動領域の偏光ラ マンスペクトルを図9に示す。また、図9にはア パーチャーIIを顕微ラマン装置の光学系に挿入し て測定した時のスペクトルも併せて示している。

(XX)および(YY) 偏光の測定で強く観測され た約3010および2930cm⁻¹のバンドはAモードに帰 属できる。特に,2930cm⁻¹のバンドは(XY) 偏光 測定でアパーチャーを挿入した時にその相対強度 が減少したことは、このバンドがAモードである ことを裏付けている。尚、この領域において2990 および2970cm⁻¹にもバンドが観測されるが、これ らのバンドは各偏光測定およびアパーチャー挿入 の測定において,相対強度に顕著な差が認められ ず、従って以上の偏光データから、その対称種の 帰属をすることは困難であった。この理由として、⁵⁵ この領域は Fermi 共鳴^{16,17)}の影響が大きいために基 音の判別ができ難くなっているものと考えられた。

表IIIに Moth-o-POM の偏光顕微ラマン測定の結果 をまとめて示した。尚,表中 YX ↓の記号は (YX) 偏 光測定のスペクトルで,装置の光学系へアパーチャー を挿入した場合,そのラマンバンドの相対強度が減少 したことを示す。

3-2. 新らしく観測された o-POM ラマンバンド

t-POM のラマンバンドについて,強度が弱くてこ れまであまり研究されていなかった E_2 モードを含め て,最近その殆んどのバンドを帰属することができ た。¹⁸⁾これに対して,o-POM のラマンバンドについて はこれまでにまだ観測されていないバンドが多数残っ ている。特に,Moth-o-POM の結晶軸の配向方向を決 定する時にキーバンドとして用いられた $B_2(6)$ — $B_3(6)$ 1237と1219cm⁻¹,および $B_2(10)$ — $B_3(10)$ 433と439cm⁻¹の 赤外スプリットペアーバンド¹²⁾に対応するラマンバン ドが観測されていない。Zerbi 等が410cm⁻¹に broad な





Fig. 11. Raman spectra in the $B_2-B_3(9)$ region of o-POM taken on a high purity sample.



Fig. 12. Raman spectra in the B_3 $(T_b)-B_2(T_a')$ region of o-POM taken on a high purity sample.

高純度の o-POM 粒体 試料は微小単結晶が密に 詰まった状態になってい ることから、これまでに 測定が試みられたo -POM の粉体試料より 強いラマン散乱強度が得 られるものと期待された。 この試料について得られ たラマンスペクトルを図 10-1,図10-2に示す。 また,図10-2には感度 を上げて測定した場合の スペクトルも併せて示し た。この高感度の測定に おいて B₂(6)-B₃(6)に帰 属される1243と1221cm⁻¹ のバンド,および B₃(10) -B₂(10)に帰属される434 と428cm⁻¹のバンドを観 測することができた(図 10-2,太い矢印)。これ らのバンドはいずれもダ ブレットを示し,赤外吸 収スペクトルで観測され た波数に一致することか ら、それぞれのバンドは 上に示した B₂-B₃のス プリットペアーバンドに 容易に帰属できた。また, その他の波数領域にも 1429, 1290と1286のダブ レット, 1112, 1105, 594 と592.5のダブレット(図 11), 294, および82.5と 78cm⁻¹のダブレット(図

Table III.	Vibrational	spectra	of	crystalline	o-POM
------------	-------------	---------	----	-------------	-------

]	Frequencies (cm ⁻¹)	
C		Observed			
Species		Raman		IR	
	Particle	Sing	gle crystal	Powder ^a	
A(1)	3003 s⁵	3010 m ^b	XX, YY, YX ^c		3000
$B_{2}(1)$	2980 m	2990 m	XX, YX	3000 s ^ь	3008
B ₃ (1)				2980 s	3007
B ₁ (1)				2965 m	3001
A(2)	2025 0	2020 m	XX XX XX		2899
$\mathbf{B}_1(2)$	2923 5	2930 111	лл, 11, л1 ¥	2920 s	2898
$B_2 + B_3(2)$					2898, 2899
$B_2 + B_3(3)$	1489 s	1490 m	YY↓, YX	1488 m	1481, 1470
A(3)	1466 s	1476 s	XX, YY, YX↓		1476
B ₁ (3)				1466 m	1487
$B_2 + B_3(4)$	1429 vw			1430 m	1399, 1397
$B_{1}(4)$	1393 vw ^d			1392 m	1410
A(4)	1387 m	1387 w	YY, YX↓		1410
B ₁ (5)	1328 vw ^d				1323
A(5)	1320 s	1323 m	XX, YY, YX↓		1320
B ₂ (5)	1290 vw		١	1000	1267
B ₃ (5)	1286 vw		ſ	1290 m	1266
B ₂ (6)	1243 vw			1237 m	1217
B ₃ (6)	1221 vw			1220 s	1212
$B_{2}(7)$	1131 vw	1135 s	YX	1120 sh	1107
B ₃ (7)	1112 vw	1110 vw	YX↓	1110 s	1110
A(6)	1105 vw				1152
B ₁ (6)	1088 vw			1092 s	1151
B ₂ (8)	946 w	950 s	YX		937
B ₃ (8)	933 w	937 w	YX↓	937 vs	934
A(7)	922 vw ^d				939
$B_{1}(7)$	915 vw ^d				935
A(8)	909 vs	909 vs	XX, YY, YX↓		911
$B_{1}(8)$	895 m	898 m	XX, YY, YX↓	895 vs	913
$B_{1}(9)$				636 vw	640
A(9)	618 m	622 s	XX, YY, YX↓		631
$B_{2}(9)$	592.5 m)	504	594
B ₃ (9)	594 w 👌	596 m	YY↓,YX }	594 s	595
B ₃ (10)	434 vw			434 s	444
B ₂ (10)	428 vw			428 s	441
A(10)					305
B ₁ (10)	294 vw			304 m	301
$B_1(R_c)$				130 m	95
$B_3(T'_L)$	82.5 vw			89 w	96
$B_2(T'_n)$	78 s	80 w	YX	83 w	87
$A(R_c)$					85
$A(T'_{c})$	37 m	38 s	XX		43

12)のバンドが新らしく観測された。今回新たに観測できたバンドには図中太い矢印を付けている。これらのバンドの観測波数は赤外スペクトルで得られた実測波数および基準振動計算の結果と良い一致を示している。表IIIに以上の結果をまとめて示した。

o-POM の結晶場分裂について、 ラマンバンドではこれまで A (4) $-B_1(4)$ 、A (5) $-B_1(5)$ 、

 $B_2(7)-B_3(7), B_2(8)-B_3(8), A(7)-B_1(7)およびA(8)-B_1(8)の6組が観測されていた¹¹⁾にす$ $ぎないが,表IIIに示したように新たに<math>B_2(5)-B_3(5), B_2(6)-B_3(6), A(6)-B_1(6), B_2(9)-B_3$ (9), $B_2(10)-B_3(10), および B_2(T'_a)-B_3(T_b) の6組のスプリットペアーバンドを得ることが$ $できた。o-POM の無偏光ラマンスペクトルにおける <math>B_2-B_3$ ダブレットバンドの相対強度 については,分子鎖間相互作用を無視した理想気体モデルを想定した場合,分子内振動に おける互いのペアーバンドの相対強度は等しいと考えられる。事実, B_2-B_3 の観測された 分子内振動領域のスプリットペアーバンドでは,これらのお互いの相対強度はほぼ等強度 を示している。他方,格子振動領域に観測された $B_3(T_b)$ の82.5cm⁻¹のバンド強度は, $B_2(T'_a)78cm^{-1}$ のそれと比べると非常に小さい(図12)。この点については赤外吸収スペクトル でもラマンスペクトルと似た傾向を示す。 B_2-B_3 の格子振動領域におけるバンド強度の差 異は結晶中の分子鎖間相互作用における結晶軸a軸とb軸方向の異方性を示唆している。

4.おわりに

顕微ラマン法については、これまで定性的なミクロ分析の報告^{19,20)}が主で、ラマン分光 法の特徴である分子や結晶の構造や配向についての研究は殆んどなされていなかった。こ の理由としては分光器に付属装着されている光学顕微鏡部のビームスプリッタ、対物レン ズ、ミラー等によって偏光の scrambling を生じるために、正しい偏光データが得られな い²¹⁾と信じられていたためである。我々は他の分析機器では測定不可能であった Moth-o -POM について、顕微ラマン法によって初めて o-POM の偏光ラマンスペクトルを得るこ とに成功した。11)しかし、これらの偏光スペクトルは詳細に観てみると、例えば全対称振動 に帰属されるべきAモードの成分が本来の偏光成分を持つバンドに混ざって観測されてい る。この理由としては上に述べた偏光の scrambling に依るものか,または,測定に用いた 試料座標系の散乱ジオメトリーのとり方に基づいて生じたものであると考えられた。これ らの原因を明らかにする目的で、o-POM の六角柱状単結晶の偏光顕微ラマンスペクトル の測定や、Moth-o-POM についての対物レンズの倍率変化およびアパーチャー挿入のラ マン測定を実施した。後者の研究において偏光ラマンスペクトル中の特定のバンドのみ相 対強度の減少あるいは消失現象が観測された。¹²⁾しかもこれら現象は対物レンズの倍率変 化およびアパーチャー挿入の場合の結果でも全く同一の傾向を示したことから、この試料 についての偏光の scrambling は対物レンズによる光の絞り込み作用のために,縦方向の 偏光が選択的に混入してくるものであることが明らかになった。そこで、本研究ではこの 顕微ラマン法に特有な偏光の混入効果を逆に積極的に利用することにより, o-POM結晶の 対称種の帰属および結晶軸の配向方向について再検討をしたものである。顕微ラマン法にお ける空間分解能を向上させる目的として、アパーチャーを利用することについての報告はこ れまでにいくつかなされている^{15, 22, 23)}が,本報告ではラマンに活性な偏光成分を判別する手 段としてこれらのアパーチャーが有効であることを初めて明らかにすることができた。今後、 微小単結晶等の構造についての研究に、この方法が大いに利用されるものと期待している。

t-POM の高秩序状態にある超延伸試料から感度良く偏光ラマンスペクトルが測定できた¹⁸⁾と同様に, o-POM 単結晶が密に詰まった粒体試料からも散乱強度の大きいラマンスペクトルを得, 新たに11本の基準振動バンドを観測することができた。特に, 赤外吸収ス

ペクトルで観測されながらラマンスペクトルでまだ観測されていなかった $B_2(6)$ - $B_3(6)$, および $B_2(0)$ - $B_3(0)$ のスプリットペアーバンドを検出できたことは、Moth-o-POM の結晶 軸の配向についての分光学的研究の基礎的な裏付けを提供できたものと考えている。

本研究の以上の結果は、斜方晶ポリオキシメチレンの分光学的研究を進める上で、最も 基礎的な研究であるが、現在研究中の o-POM から t-POM への加熱による固相転移や、t-POM から o-POM への加圧による固相転移現象における、分子振動とそのモルフォロ ジーとの関係を検討する際にはこれらの結果が大いに役立つものと考えられる。

本研究は著者の一人(H.M.)が昭和60年および61年度の文部省内地研究員として大阪大 学理学部化学科および高分子学科において行なった研究の一部である。なお、一部は昭和 61年日本化学会春季年会で口頭発表している。

ここに付記して関係当局に深謝の意を表する次第である。

参考文献

- 1) H. Tadokoro, T. Yasumoto, S. Murahashi and I. Nitta, J. Polym. Sci., 44, 266 (1960)
- 2) T. Uchida and H. Tadokoro, J. Polym. Sci., Part A-2, 5, 63 (1967)
- 3) G. Carazzolo, J. Polym. Sci., Part A, 1, 1573 (1963)
- 4) G. Carazzolo and G. Putti, Chim. Ind. (Milan) 45, 771 (1963)
- 5) G. Carazzolo and Mammi, J. Polym. Sci., Part A, 1, 965 (1963)
- 6) V. Zamboni and G. Zerbi, J. Polym. Sci., Part C, 7, 153 (1964)
- 7) G. Zerbi and G. Masetti, J. Mol. Spectros., 22, 284 (1967)
- 8) G. Zerbi and P. J. Hendra, J. Mol. Spectros., 27, 17 (1968)
- 9) F. J. Boerio and D. D. Cornell, J. Chem. Phys., 56, 1516 (1972)
- M. Kobayashi, Y. Itoh, H. Tadokoro, M. Shimomura and M. Iguchi, Polym. Commun., 24, 38 (1983)
- M. Kobayashi, H. Morishita, T. Ishioka, M. Iguchi, M. Shimomura and T. Ikeda, J. Mol. Struct., 146, 155 (1986)
- 12) H. Morishita and M. Kobayashi, Rep. Prog. Polym. Phys. Jpn., 30, 139(1987)
- 13) 森下浩史,小林雅通,井口正俊,下村正樹,高分子学会予稿集,35,3696(1986)
- 14) M. Iguchi, Polymer, 24, 915 (1983)
- 15) H. Morishita and T. Ishioka, M. Kobayashi and K. Sato, J. Phys. Chem., 91, 2293 (1987)
- 16) R. G. Snyder, S. L. Hsu and S. Krimm, Spectrochim. Acta A, 34, 395 (1978)
- 17) R. G. Snyder and J. R. Scherer, J. Chem. Phys., 71, 3221 (1979)
- 18) H. Morishita, M. Kobayashi and T. Komatsu, Rep. Prog. Polym. Phys. Jpn., 30, 131(1987)
- 19) D. R. Clarke and F. Adar, J. A. Ceramic Sci., 65, 284 (1982)
- 20) 鈴木正子, 加藤裕正, 和久本貞雄, 片桐元, 石谷炯, 日本化学会第52春季年会講演予稿集 I, 154(1986)
- 21) M. E. Anderson and R. Z. Muggli, Anal. Chem., 53, 1772 (1981)
- 22) 石谷炯, 化学領域增刊140号, 南江堂, 133 (1983)
- 23) G. Turrell, J. Raman Spectr., 15, 103 (1984); 39, 1036 (1985)