# 高分子の分子鎖軸に直角方向の結晶 弾性率に関する実験的研究

1970

輔 梶 慶

## 高分子の分子鎖軸に直角方向の結晶 弾性率に関する実験的研究

## 1970

梶 慶

輔

| 緒   | 言   |                                     | 2   |
|-----|-----|-------------------------------------|-----|
| 第 1 | 章   | 高分子の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率の測定方法          | 6   |
| 第 2 | 2 章 | 分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率の測定値におよぼす微細構造の影響 … | 1 0 |
| 第 3 | 5 章 | ポリエチレン                              | 19  |
| 第 4 | 章   | ナイロン6(α型)                           | 28  |
| 第 5 | 〕 章 | ナイロン6(7型)                           | 39  |
| 第一台 | 5 章 | ナイロン610                             | 47  |
| 第 7 | 7 章 | ホリビニルアルコール                          | 52  |
| 第8  | 3 章 | ポリエチレンテレフタレートとその共重合物                | 59  |
| 第 9 | )章  | ポリエチレンオキシド                          | 72  |
| 第 1 | 0 章 | ポリ四フッ化エチレン                          | 78  |
| 第 1 | 1章  | ポリフッ化ビニリデン                          | 84  |
| 第 1 | 2 章 | アイソタクチック・ポリプテン-1                    | 90  |
| 第 1 | 3 章 | アイソタクチック・ポリー 4 - メチルペンテン - 1        | 96  |
| 第 1 | 4 章 | アイソタクチック・ポリスチレン                     | 102 |
| 第 1 | 5 章 | ポリイソブチレンオキシド                        | 107 |
|     | 1   | ポリイソプチレンオキシドの結晶構造                   | 107 |
|     | 2   | ポリイソプチレンオキシドの分子鎖軸方向の結晶弾性率           | 116 |
|     | 3   | ポリイソプチレンオキシドの分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率      | 121 |
| 総   | 括   |                                     | 125 |
| 付   | 表   | 種々の高分子の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率            | 128 |
| 後   | 記   |                                     | 131 |
| 謝   | 辞   |                                     | 132 |

1930年にLondon<sup>1</sup>)が中性分子間の van der Waals力を計算して以来,分子間力はいろ いろの分野で議論されるようになった。しかしながら,これまでは van der Waals力を直接測定 することは不可能であった。ところが、1956年にLifshitz<sup>2</sup>)が2つの固体間の引力をあらわ す一般式を提出したため、この値を直接測定しようとする動きが起ってきた。過去10数年の努力の結 果,極く最近(1968年)になって、Tabor なよび Winterton<sup>3</sup>)は、遂に普通の van der Waals 力の直接測定に成功した。

こういった時期に当り、分子間力を議論することは大いに意義のあることと考えられる。本研究では、 結晶性高分子の分子間力を議論するために、分子間力に基ずく結晶弾性率をX線的に直接測定した。そ して、これらの値を用いて、高分子結晶の分子間力および結晶構造について議論した。

その研究内容を紹介する前に、高分子の分子鎖間力にもとずく結晶弾性率( E<sub>t</sub>)の値がどれ位のオ ーダーになるかを推定してみる。

分子間力は凝集エネルギーに関係しているのでこれから Et の値を推定できるものと思われる。 Tobolsky<sup>4</sup>) は面心立方格子をとる分子結晶の体積弾性率(bulk modulus) Bを理論的に導いた。すなわち、 $0^{\circ}K$ における体積弾性率 $B_0$ は次式で表わされる。

 $B_o = 8.04(E_{vap}/V^\circ)$  (1) ただし、 $E_{vap}$ かよび $V^\circ$ は  $0^\circ K$  におけるモル蒸発エネルギーおよびモル容積である。ところが、この式は温度の高いときでも実験的に成立つことがわかっている。すなわち、一般に、

 $^{\circ}B = 8.04 (E_{vap} / V^{\circ})$  (2)

ただし、EvapおよびVは所定の温度におけるモル蒸発エネルギーおよびモル容積である。

さらに、桜田<sup>5)</sup> はこの(2)式を拡張し、高分子の分子間力にもとずくヤング率Eの大いさの見当 を凝集エネルギー密度(cohesive energy density;CED)あるいは溶解度パラメーター (solubility parameter)  $\delta$ の値から推定する式を導いた。いま、バルク試料のポアソン比 をレとすると、ヤング率(Young's modulus)Eと体積弾性率Bとの間にはつぎの関係が存在す る。

$$B = \frac{E}{3(1-2\nu)}$$
(3)

ところが、金属類やプラスチクスでは $\nu \simeq \frac{1}{3}$ であるから、  $B \simeq E$  となり

$$E \simeq B = 8.04 \left( E_{\text{pap}} / V \right) \tag{4}$$

\* 石、ガラスなどは $\nu \simeq \frac{1}{4}$ , ゴム状物質あるいは液体では $\nu \simeq \frac{1}{2}$ である。

-2-

#### TABLE

Young's Moduli(E) Calculated from the **V**alues of Solubility Parameter or Cohesive Energy Density for Various Polymers

| Solubility<br>parameter*<br>$\delta(\operatorname{cal}/\operatorname{cm}^{*})^{1/2}$ | CED<br>cal∕cm <sup>®</sup>   | Е<br><b>k</b> ą / <sub>С</sub> m <sup>2</sup>   |
|--|--|---|
| 7.7~8.35   |  | 2.1~2.3×104   |
|  | 4 8.8 **   | 1.7 ×104  |
|  | <b>1</b> 1 4.9 ***   | $3.9 \times 10^{4}$   |
| 9. 2. ~ 9. 4   |  | 2.8~3.1×10⁴   |
| 7. 1 ~ 8. 3  |  | 1. 7~2.3×1 04   |
| 8.56~9.85  |  | 2.5~3.3×1 0⁴  |
| 1 0.3  |  | 3.6 ×10⁴  |
| 1 0. 7   |  | 3.9 ×1 04   |
| 1 2. 6   |  | 5.3 ×104  |
| 1 3. 6   |  | 6.3 ×104  |
| <b>1</b> 2.5 ~ <b>1</b> 5.4  |  | 5.3~8.0×1 04  |
| 6.2  |  | 1.3 ×10⁴  |
|  | <b>3</b> 5. 0 **   | 1.2 ×104  |
|  | 73.6 ***   | 2.5 ×10⁴  |
| 1 2.2  |  | 5.0 ×104  |
| 15.65  |  | 8.2 ×104  |
|  | Solubility<br>parameter*<br>∂(cal∕cm) <sup>1</sup> /2<br>7.7~8.35<br>9.2.~9.4<br>7.1~8.3<br>8.56~9.85<br>10.3<br>10.7<br>12.6<br>13.6<br>12.5~15.4<br>6.2<br>12.2<br>15.65 | Solubility<br>parameter*<br>$\delta(cal/cm)^2$ CED<br>cal/cm $cal/cm$ $cal$ |

- \* H.Burrell, B.Immergut: "Polymer Handbook" pN-362,ed.by J.Brandrup and E.H. Immergut, Interscience(1966): A.V. Tobolsky: "Properties and Structure of Polymers", p66, Wiley(1960)
- \*\* Calculated from the value of mole cohesive energy, C. W. Bunn: J. Polymer Sci., <u>16</u>,323(1955)
- \*\*\* Calculated from the value of mole cohesive energy, R.Hill: "Fibers from Synthetic Polymers", p306(1953)

が成立つ。また、凝集エネルギー密度(CED)はモル蒸発エネルギー  $E_{vap}$ をモル容積Vで割った ものであり、溶解度バラメーター  $\delta$ は(CED)の平方根で定義されるから

$$E_{\boldsymbol{v}\boldsymbol{o}\boldsymbol{\rho}}/V = (C \in D) = \delta^2$$
(5)

(6)

となり、結局

 $E\simeq$  8.04(CED)=8.04 $\delta^2$ がえられる。

-3-

つぎに、Eと高分子の鎖軸に対し直角方向の弾性率( $E_t$ )との関係であるが、もし分子鎖間力に異方性のないときには、 $E = E_t$ とおけるが、異方性の存在するときには、Eは種々の方向の $E_t$ 値の平均となる。すなわち、一般には、

 $E \simeq < E_t >_{av} \tag{7}$ 

(6)式を用いて、溶解度パラメーター $\delta$ あるいは凝集エネルギーの値から計算した種々のポリマーのEの値を Tableにまとめて示す。

すなわち、Eの値は、いずれも10<sup>4</sup>kg/cdのオーダーである。そして、水素結合を有するポリマーで は、それのないものよりも大きなE値を与えている。さらに、分子鎖間力に異方性の殆んどないポリマ ーでは、Eの値は本研究で求めた $E_t$ 値と数値までほぼ一致する。このことから、(6)式は高分子の 分子鎖間力によるヤング率を推定する半経験式として、非常に有効であると思われる。

 $E_t$ 値のその他の理論計算はポリエチレンについてのみ、2、3行なわれているが、 $^{6}$ )~ $^{8}$ ) この結果 も 10 $^{kg}/c_n^{d}$ のオーダーを与えている。

つぎに本論文の内容について概説する。高分子の結晶は大きな力学的異方性を有し、鎖軸方向とそれ に対し直角方向では大きく異なる。鎖軸方向の結晶弾性率( $E_l$ )は、すでに、桜田、温品、伊藤、中 前 $6^{9}$ によって、X線的に測定され、これらの値が分子鎖形態に関係して、 $10^5 \sim 10^{6} k_{g} / c_{n}^{3}$ の値を 与えることを示した。また、鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )の値も桜田、伊藤、中前10)に よって、2、3のポリマーについて測定された。本研究では、これに続いて多くのポリマーの $E_t$ 値を 測定し、それらの値を分子鎖間力と結晶構造の立場から系統的に解釈を試みよりとした。

第1章では、 $E_t$ の測定方法、第2章では $E_t$ を測定するときに用いた仮定、すなわち、"試料にかけた応力は試料全体に均一にかかる"という仮定を実験的に確かめた。第3章では第2章で見出した "格子の平衡面間隔の拡大による $E_t$ 値の低下"という事実をより明確に確かめた。また、 $E_t$ 値の基準値としてのポリエチレンに対する $E_t$ 値を決定した。第4章から第6章までは、結晶構造のよくわかっているナイロン6やナイロン610を用いて、 $E_t$ 値と分子鎖間力がよく対応すること、すなわち、水素結合方向の $E_t$  ほど大きいことを確かめた。この事実を基礎にして、第7章では $E_t$ の実測値から、ポリビニルアルコールの結晶構造を再検討した。第8章では、ポリエチレンテレフタレートの分子鎖間力と共重合成分の分子鎖間力に及ぼす影響を $E_t$ 値から調べた。第9章から第11章までは、分子鎖間の双極子相互作用の影響と結晶構造について、第12章から第14章までは側鎖の影響について、それぞれ調べた。第15章では、しめくくりとして、ポリイソプチレンオキシドの結晶構造を完全に決定し、その結晶構造から分子鎖軸方向の結晶弾性率( $E_t$ ) かよび $E_t$ がよく説明できることを示した。

すなわち、本研究では、高分子結晶の分子鎖間力を知る上で、あるいは結晶構造を決定する上で $E_t$ および  $E_l$ の実測値が考慮されるべきことを示すのを目的とした。

(1970年2月)

献

1) F. London : Z. Phys., <u>63</u>, 245(1930)

文

- 2) E.M.Lifshitz : Soviet Phys.JETP, 2, 73(1956)
- 3) D. Tabor, R.H.S. Winterton : Proc. Rov. Soc., A, 312, 435 (1969)
- A. V. Tobolsky : "Properties and Structure of Polymers", p10(1960), Wiley
- 5) 桜田一郎 : 同志社工学会報, 第9号, 14(1967)
- 6) S.Enomoto, M.A**S**ahina : J.Polymer Sci., A, 2, 3523(1964)
- 7) T.Kitagawa, T.Miyazawa : J.Polymer Sci., B, 2, 395(1964)
- 8) A.Odajima, T.Maeda : J.Polymer Sci., C, Ma15, 55(1966)
- 9) 桜田一郎, 温品恭彦, 伊藤泰輔 : 高化, <u>19</u>, 285, 292, 300(1962); J. Polymer Sci., <u>57</u>, 651(1962); 伊藤泰輔 : 京都大学博士論文(1963); 桜田一郎, 伊藤泰輔, 中前勝彦 : 高化, <u>21</u>, 206(1964); 桜田一郎, 中前勝彦, 梶 慶 輔, 和田野 晋 : 高化, <u>23</u>, 335, 338, 651, 655, 697 (1966); <u>26</u>, 561 (1969); 中前勝彦 : 京都大学博士論文(1966); J. Polymer Sci., C, <u>M6</u>15 75 (1966)
- 10) 桜田一郎, 伊藤泰輔 : 材料試験, <u>11</u>, 683(1962); 高化, <u>21</u>, 197, 202(1964); 伊藤泰輔 : 京都大学博士論文(1963)

\*3) 追加

D. Tabor, R.H.S.Winterton: Nature, <u>219</u>, 1120 (1968) D. Tabor: J. Colloid Int. Sci., <u>31</u>, 364 (1969)

-5-

## 第1章 高分子の結晶弾性率の測定方法

#### 1. 緒 言

結晶性高分子は多くの微結晶(クリスタリット)と無定形物との複雑な複合体である。このような物質の結晶領域の弾性率を直接測定するためには,結晶領域にかかる応力とそのときの結晶格子の面間隔の変化を知る必要がある。格子面間隔の変化を検出するための最良の方法はX線的な方法である。

また,高分子物質では一般に応力緩和が起ることはよく知られている。したがって,格子面間隔の応 力による変化を測定するためには,少くとも測定中は応力を一定に保つ必要がある。すなわち,試料に 一定荷重を加えながら,格子面間隔をX線的に測定するための装置が必要である。このような装置は, すでに,桜田,温品,伊藤<sup>1)</sup>によって作製された。本研究では,すべてこの装置を用いて結晶弾性率 を測定した。

したがって、本章では、このX線法による結晶弾性率の測定原理、測定装置および測定方法について 概説する。

2. 測定原理

緒言でも述べたように,結晶弾性率を求めるためには,結晶領域にかかる応力( $\sigma$ )とこの応力によ る結晶領域のひずみ( $\epsilon$ )を知る必要がある。高分子物質は複雑な微細構造を有するので,結晶領域に かかる応力を直接測定することは至難の業である。そこで,この難題を避けるために,"試料に応力を 加えた場合,この応力が試料全体に均等にかかる"と仮定した。すなわち,結晶領域にかかる応力は, 試料にかけた応力と等しいと置いた。この仮定は,分子鎖軸方向の結晶弾性率( $E_\ell$ )を求める場合には 有効であることが確かめられており<sup>2)</sup>,分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_\ell$ )を求める場合(本 研究の主題)には,第2章および第3章でその妥当性を確めた。

つぎに,結晶領域のひずみは,後に示すX線ディフラクトメーターによって検出されるわけであるが, その際,直接測定されるのはある格子面による反射角度2 $\theta(\theta$ :Bragg角)のシフト量 $\Delta(2\theta)$ , すなわち,無応力状態の2 $\theta_0$ と応力下の2 $\theta$ の差である。これから格子面のひずみ率を計算するために は,次式を使えばよい。

$$\varepsilon = \frac{\Delta d}{d_0} = -\frac{1}{2} \cot \theta \cdot \Delta (2\theta) \tag{1}$$

ただし、d。は無応力状態の格子面間隔、ddは応力による面間隔の変化量である。

上で求めた結晶格子にかかる応力( $\sigma$ )とその応力による格子ひずみ( $\varepsilon$ )の値から結晶弾性率(E) を計算するためには,次式が用いられる。

-6--

$$\sigma = E \varepsilon \tag{2}$$

なお,試料に対する弾性率(Y)をも同時に測定したが,この場合には試料の伸び率( $\zeta$ )は直接目 測によって得られ,Yは次式から得られる。

 $\sigma = Y \zeta$ 

(3)

ただし,

 $\zeta = \Delta \ell / \ell_0$  ( $\ell_0$ : 試料原長)

定荷重法を用いた場合, 試料長は応力によって時間と共に伸びるので荷重後1分の値を採用した。

3. 測定装置

測定装置は,計数管法X線回折装置(島津製GX-1型 ディフラクトメーター),アーム付の回転 台および滑車,試料引張器および分銅からなっている。測定時には,Fig.1に示すように,回転台を

ゴニオメーターの中心に取付け,その上 に試料引張器を固定し,プーリーを通し て分銅によって試料に荷重がかけられる ように組立てる。Fig.2は,測定装置 を組立てたときの上からみた略図である。 このとき回転台は,試料に対するX線の 入射角度を変えられるように,G.M.計 数管の回転面内で回転することができる ようになっている。台の側面には,試料 に対するX線の入射角度を知るために, 目盛が刻まれている。X線が試料フィル



Fig. 1. View of the X-ray diffractometer with stretching device.

ム面に垂直に入射したときの目盛をOとしてある。また,Fig.3は試料引張器の略図である。







Fig.3. Stretching device. (1)specimen(2)clamps(3)rule (4)vernier(5)sliding part(6)holes for mounting.

-7-

4. 測定方法

本研究では,主として,分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率を測定した。したがって,試料として は,すべて配向フィルムを用いた。

まず,配向フィルムを大体,幅5mm(繊維軸方向),長さ20mm程度の試料片に切り取り,これを繊 維軸を垂直にして引張器にマウントする。つぎに,引張器を回転台に固定し,分銅によって,繊維軸に 対し垂直方向に応力を加える。この状態で,目的の赤道反射を透過法により走査し,反射を自記記録さ せる。記録された干渉山の位置を読みとり,無応力状態のときの位置とのずれを求める。この際,X線

の入射方向は、一般に、Fig.4に示すごとく、 フィルム面に対し測定格子面のBragg角だけ傾 斜させた。したがって、反射は測定格子面が応力 方向に対し垂直であるような微結晶から得られる。 しかし、二重配向試料などで、このような位置の 反射が得られないときには、反射強度の強くなる ようにある角度 $\varphi$ だけ回転させた。この場合には、 測定格子面は、応力に対して垂直でないので面の の傾きによる応力の補正を行う必要がある。その 補正式は次式で与えられる。



Fig. 4. Relation between the set specimen and the X-ray beam.

 $\sigma_{\varphi} = \sigma_{0} (\cos^{2} \varphi - \nu \sin^{2} \varphi)$  (4) specime ただし、 $\sigma_{0}$  は試料にかかる応力、 $\nu$ は試料のポ アソン比であり、一般の高分子では $\nu = \frac{1}{4}$  で近似されることが多い。

X線は,Ni □過したCuKa線の(40 kV, 16 mA,線焦点)を使用し,次の条件で走査した。
 発散スリット
 0.25~0.55°

受光スリット 0.20 mm

また, full scale,時定数,走査速度は,次のような組み合せで行なった。

| full scale (c.p.s)                                     | 1,000,500 | 200  | 100 |
|--|-----------|------|-----|
| 時定数(SeC)   | 1.2 5     | 2,5  | 5   |
| 走査速度(2 <i>θ</i> = 1 <sup>0</sup> を走査する<br>のに要する時間,min) | 8         | 8,16 | 16  |

試料にかかる応力は、つぎのようにして決定した。まず、試料の重量、密度\*および長さから、その

<sup>\*</sup>試料の密度は作製条件によって若干異なるが、この程度は非常に小さく、大きいときでも高々 10%である。これは後に述べる弾性率の測定誤差内に入ってしまりのでこの影響は無視できる。

断面積を決定し,装置による摩擦損失を補正した分銅の重さを断面積で割ることによって応力を求めた。 ただし,応力下では試料の伸びによる断面積の減少が起るので,これによる補正も行なった。

### 5. 測定精度

結晶弾性率を求める上で、その値に最も大きく影響を及ぼすのは、X線反射の干渉山の位置を決定す るときの読み取り誤差である。ビーク位置の読み取りは、かなり精度の良い半価幅中点法を用いたが、 この場合でも、誤差は反射角(20) にして、 $\pm 0.5' \sim 1'$ である。しかしながら、このような測定点 を多くとることにより、精度はかなり高上する。また、応力の大きいところでは反射角の移動量が大き くなり、読み取り誤差の影響が小さくなるので、できる限り大きい応力まで測定した。これまでの多く の測定の結果、結晶弾性率( $E_t$ )の値としての測定誤差は、最大 $\pm 10\%$ の範囲内であることがわかった。

6. 試料中の微結晶の配向度の決定

結晶弾性率( $E_t$ )の測定においては、すべて、配向試料を用いたが、このときの微結晶の配向度の目 安を知るために、配向度の実用的標準の値( $\pi$ )を用いた。この値は、つぎのようにして測定される。 すなわち、赤道上の最強反射(都合によっては子午線上の反射)のDebye-Scherrer 環に沿っ た強度分布曲線を描き、その曲線の半価幅( $H^0$ )から次式によって計算した。<sup>3</sup>)

 $\pi = ((180^{\circ} - H^{\circ}) / 180^{\circ}) \times 100 \ (\%) \tag{5}$ 

#### 7. 総 括

結晶性高分子の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率(E<sub>t</sub>)の測定原理,測定装置,測定方法および 測定精度について述べた。

文

献

1) 伊藤 泰輔: "高分子の結晶弾性率に関するX線的研究", 京都大学博士論文 (1963)

2) 中前 勝彦: "高分子の結晶弾性率と微細構造に関する研究", 京都大学博士論文 (1966)

3) 呉 祐吉,久保 輝一郎:工化,39,929(1939);角戸 正夫,河合 弘廸,斉藤
 信彦: "高分子の構造と物性" p81(丸善)(1967)

## 第2章 分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性 率の測定値に及ぼす微細構造の影響

#### 1. 緒 言

高分子の結晶領域における引張弾性率を求めるためには,結晶領域にかかる引張応力とそれによる結 晶格子の伸びを知る必要がある。第1章において述べたよりに,結晶格子の伸びはX線ディフラクトメ ーターを用いることによってかなりの精度で測定することができる。しかしながら,高分子物質は複雑 な微細構造を有するため,結晶領域にかかる応力を直接測定することは現在のところ不可能である。それ ゆえ,結晶弾性率を計算する場合には"応力は試料の全領域にわたって均一にかかっている"と仮定し た。すなわち,試料にかかる応力と結晶領域にかかる応力が等しいと仮定して弾性率を計算した。

本章では,分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率を測定する際に,上の"応力均一"の仮定が成立つ かどうかを,以下のすべての実験に先立って検討した。すなわち,微結晶の配向度や結晶化度を大きく 変化させた種々の試料について実験を行ない,上の仮定を用いて計算した弾性率の値が特定の高分子の 各格子面に対して,一定(固有)の値を与えるかどうかを調べた。

2. 試料ならびに実験方法

2•1 試 料

試料としては,結晶化度を大幅にかつ容易に変化させることのできるポリビニルアルコール(PVA) のフィルムを用いた。すなわち,倉敷レイヨン区から提供されたPVA粉末をイオン交換水で数回洗滌 し,これを熱水に溶解して7%溶液とした。この溶液を水銀上に浮かせた縁付のガラス板上に流し込み 室温で風乾して原フィルムを作製した。配向度の異なった試料を作製するためには,これらの原フィル ムを100℃のシリコン油中で所定の倍率だけ延伸し,210℃のシリコン油中で3分間定長熱処理を 行ない,ベンゼンで洗滌して90℃で1時間乾燥した。結晶化度の異なった試料を作製するためには, 原フィルムを水膨潤させた後約4倍延伸し,室温で風乾後所定の温度で定長熱処理を行なった。

各試料の密度,密度法結晶化度および微結晶の配向度はつぎのよりにして決定した。 密度 ベンゼンー四塩化炭素を用いて30±0.1℃で浮沈法によって測定した。 結晶化度 結晶化度は上で測定した密度の値から次式を用いて計算した。

$$\frac{1}{\rho} = \frac{x}{\rho_c} + \frac{1-x}{\rho_a}$$

ただし、xは結晶化度、 $\rho$ は試料の密度、 $\rho_c$ 、 $\rho_a$ はそれぞれ結晶および無定形領域の密度であり、  $\rho_c = 1.345 g/cc$ 、 $\rho_a = 1.269 g/cc$ を用いた<sup>1)</sup>。

-10-

配向度 微結晶の配向度の相対的な変化を示すために配向度の実用的標準πを用いた<sup>2)</sup>。

 $\pi = ((180^{\circ} - H^{\circ}) / 180^{\circ}) \times 100$  (%)

ただし, $H^{\circ}$ は赤道上最強の101反射のDebye-Scherrer環に沿った強度分布曲線の半価幅である。

2・2 格子面間隔および弾性率の測定

結晶格子面間隔の値は、ディフラクトメーターでそれらの反射角度(2 $\theta$ )を測定することによって決定した。反射角度の補正はアルミニウムの(111)面を規準にして行なった。使用した X線は $CuK_{\alpha}$ 線である。実験誤差は 2 $\theta$ にして±1<sup>′</sup>である。測定は 20±1℃で全く同一の条件で行なった。

結晶弾性率なよび試料の弾性率の測定は第1章で述べた通りである。結晶弾性率の測定に用いた格子面は赤道の最強反射を与える(101)面であり,その反射角度は試料によって若干異なり2 $\theta$ =90°20'~24'である。引張応力による反射角度の移動  $d_2\theta$ =-1'に対応する格子の伸びは0.085%である。試料の伸びとしては荷重後1分の値を用いた。測定はすべて室温(20±1℃),室内湿度(*RH* 60±5%)で行なった。

#### 3. 実験結果と考察

Fig.1 および2に延伸倍率の異なった試料および熱処理温度の異った試料のX線写真を示す。





Fig. 1. X-ray diagrams of drawn PVA films. X-ray beam is perpendicular to the chain axis and to the film surface. (a) Undrawn, (b)1.5 times drawn (c)3 times drawn, (d) 11 times drawn.





Fig. 2. X-ray diagrams of heat treated PVA films. X-ray beam is perpendicular to the chain axis and to the film surface. (a) No heat treatment, (b) heat-treated a t 100 °C, (c) 160 °C, (d) 200 °C.

Fig. 1のDebye-Scherrer環の様子から延伸倍率を変化させることによって微結晶の配向度が 大きく変化していることがわかる。すなわち,延伸倍率の高いほど配向度は良くなっている。また, Fig. 2から,熱処理しない試料ではそのX線図はぼやけているが,熱処理温度が高くなるにつれて鮮 明になることがわかる。このことは熱処理温度の高いほど結晶化度が良くなり結晶格子もより完全にな ることを示している。

以上の性質をさらに詳細に調べるためにこれらの試料の諸物性を測定した。その結果をTable 1

| Draw-ratio | Thickness<br>(mm) | Density<br>(g./cc <sup>-</sup> ) | Degree of<br>crystallinity<br>(%) | Degree of<br>orientation II<br>(%) |
|------------|-------------------|----------------------------------|-----------------------------------|------------------------------------|
| 1          | 0.12              | 1.302                            | 45                                | 0                                  |
| 1.3        | 0.16              | 1.303                            | 46                                | _                                  |
| 1.5        | 0.15              | 1.305                            | 49                                | 83                                 |
| 3          | 0.40              | 1.307                            | 51                                | 92                                 |
| 6          | 0.40              | 1.307                            | 51                                | 93                                 |
| 11         | 0.35              | 1.304                            | 47                                | 93                                 |

Table 1. Effect of Draw-Ratio on Properties of PVA Films.

| Temperature<br>(°C) | Thickness<br>(mm) | Density<br>(g./cc <sup>-</sup> ) | Degree of<br>crystallinity | Degree of orientation $\Pi$ |
|---------------------|-------------------|----------------------------------|----------------------------|-----------------------------|
| 25                  | 0.15              | 1.290                            | 29                         | 90                          |
| 100                 | 0.15              | 1.302                            | 45                         | 91                          |
| 160                 | 0.13              | 1.309                            | 54                         | 92                          |
| 200                 | 0.16              | 1.311                            | 57                         | 93                          |

Table 2. Effect of Temperature of Heat Treatment on Properties of PVA Films.

および2に示す。このうち,延伸倍率と密度との関係をFig.3に示す。すなわち,延伸比の増加と共

に最初は密度は増大するが延伸比が4~5 の付近で最大となりそれ以上では逆に減少 しはじめる。しかしながら,全体の変化量 は0.0059/ccと非常に少ないのでほぼ一 定とみなして差支えない。それゆえ,これ らの値から計算した結晶化度もほぼ一定と 見なせる。また,これらの試料の延伸比と 配向度との関係をFig.4に示す。すなわ ち,微結晶の配向度は延伸初期に急激に変 化し,延伸比が2ないし3の所でほとんど 完全に配向する。このことはFig.1のX 線写真からも明らかである。



Fig. 3. Draw-ratio dependence of density of PVA film.



つぎに、熱処理温度と密度の関係をFig.5に示す。図より熱処理温度と共に密度はかなり大き





Fig. 5. Effect of temperature of heat-treatment of PVA film on density.

-13-

く変化することがわかる。したがって、これらの値から計算した結晶化度も27から57%まで比較的 大きく変化している。しかし、微結晶の配向度はほぼ一定である。

以上のPVAフィルム試料について測定した(10T)面に対する応力( $\sigma$ ) – ひずみ( $\varepsilon$ )曲線を Fig. 6および7に示す。Fig. 6は延伸比を変化させたときの結果であり、Fig. 7は熱処理温度を 変化させたときの結果である。図には、それぞれ代表的な直線が記入してある。実測した各点のこれら の直線からのずれは実験誤差( $\varepsilon = \pm 0.085\%$ )以内にあることがわかる。



しかしながら、これらの値は各延伸比および熱処理温度によって若干差が認められるので、これらの関係を別々にプロットしその勾配から(101)面に対する結晶弾性率( $E_t$ )を計算した。また、試料に対する応力( $\sigma$ )ー伸び( $\zeta$ )図をも作成し、それらの勾配から試料の弾性率( $Y_t$ )を計算した。これらの結果をTable3および4にまとめて示す。これらの関係を図示すると、Fig.8および9が得られる。すなわち、結晶弾性率は延伸比と共に少し低下し熱処理温度と共に増大している。これらの変化

-14-

| Draw-ratio | Lattice modulus $E_t(10\overline{1}) \times 10^{-4} (\text{kg./cm.}^2)$ | Specimen modulus<br>$Y_t \times 10^{-4} (kg./cm.^2)$ |
|------------|---|--|
| 1          | 10.8  | 7.0  |
| 1.3        | 9.8   | 5.8  |
| 1.5        | 9.9   | 7.0  |
| 3          | 9.8   | 4.7  |
| 6          | 9.2   | 5.7  |
| 11         | 8.5   | 4.0  |
|            |   |  |

Table 3 Effect of Draw-Ratio on Elastic Moduli of PVA Films.

Table 4 Effect of Temperature of Heat Treatment on Elastic Moduli of PVA Films.

| Temp. of heat<br>treatment(°C) | Lattice modulus<br>$E_t(10\overline{1}) \times 10^{-4} (\text{kg./cm.}^2)$ | Specimen modulus<br>$Y_t \times 10^{-4} (\text{kg./cm.}^2)$ |
|--------------------------------|--|---|
| 25                             | 9.2  | 5.4   |
| 100                            | 9.8  | 5.7   |
| 160                            | 10.9   | 5.9   |
| 200                            | 11.0   | 6.0   |









は実験誤差(各弾性率の値の±10%)の範囲内にはあるが,共に系統的な変化であるからある意味を もっているように思われる。上で述べたように微結晶の配向度は延伸比が2ないしる以上ではほぼ一定 の値を示している。それにもかかわらず $E_i$ の値は延伸比が11の所まで低下し続けている。それゆえ, 結晶弾性率は微結晶の配向度には直接依存しないものと思われる。さらに,桜田および淵野<sup>3)</sup>は水溶液 から得られたPVAフィルムは結晶性のX線図を与えるが,これは熱処理によって著しく鮮明になり,

-15-

しかも赤道の格子面間隔が少し短縮することを示した。すなわち,熱処理によって結晶化度は増大し, 同時に結晶構造がより緻密になるわけである。これらの事実から判断すれば,結晶弾性率の小さな変化 は格子面間隔の微少な変化によるものと考えられる。

それゆえ、つぎに、これらの試料の各格子面間隔を測定した。その結果をTable 5およびらに示す。

| Draw-ratio |     | Lattice spacing (A)<br>(101) (200) |       |  |
|------------|-----|------------------------------------|-------|--|
|            | 1   | 4.579                              | 3,909 |  |
| · · ·      | 1.3 | 4.587                              | 3.911 |  |
| ÷ +        | 1.5 | 4.583                              | 3.914 |  |
| · · · · ·  | 3   | 4.590                              | 3.917 |  |
|            | 6   | 4.587                              | 3.919 |  |
|            | 11  | 4.590                              | 3.924 |  |

Table 5 Draw-Ratio and Lattice Spacing of PVA Film at  $20\pm1^{\circ}$ C.

Table 6. Temperature of Heat Treatment and Lattice Spacing of PVA Film at  $20\pm1^{\circ}$ C.

| Temperature of heat treatment (°C) | Lattice spa<br>(101) | acing (A)<br>(200) |  |
|------------------------------------|----------------------|--------------------|--|
| 25                                 | 1 583                | 3 0/3              |  |
| 100                                | 4.583                | 3.937              |  |
| 160                                | 4.575                | 3.914              |  |
| 200                                | 4.577                | 3.917              |  |

すなわち,赤道面の格子面間隔は試料の延伸比と共に少し増大し熱処理温度と共に減少している。この様子をFig.10 および11に示す。これらの格子面間隔の変化は,Fig.8 および9のE,の変化と



-16-

対応しているように思われる。そこで(10 $\overline{1}$ )面に対する $E_t$ の値と(10 $\overline{1}$ )面の面間隔との関

係を Fig. 12 にプロットし直した。 図より,延伸比の異なった試料についても熱処理温度の異なった試料についても実測点はすべて一直線上に あることがわかる。このことは,結 晶弾性率の値が微結晶の配向度や結 晶化度には依存せず,格子面間隔の み依存することを示している。

すなわち,もし結晶格子が試料の 作製条件によって乱されなければ, その結晶の分子鎖軸に対し直角方向 の弾性率( $E_t$ )は微結晶の配向度や 結晶化度には無関係に一定の値を与 えるはずであり,したがって $E_t$ の



Fig. 12. Relation between lattice spacing and elastic modulus for the  $(10\overline{1})$  plane of PVA.

O Specimen with different draw-ratio

• Specimen with different temperature of heat treatment.

計算のときに用いた"応力均一"の仮定が妥当であることが証明された。

また,試料の作製条件による $E_t$ の変化は比較的小さく( $\pm 1$ 0%以内),特に苛酷な条件下で試料 を作製し,結晶を大きく乱さない限り,完全結晶に対する $E_t$ 値に近い値が得られるから,以下の測定 においてはすべて通常の条件で作成した配向フィルムを用いて行なった。

#### 4. 総 括

高分子結晶の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率を決定するためには,結晶にかかる応力とそれに よる格子の伸びを知る必要がある。格子の伸びはX線ディフラクトメーターを用いることによってかな りの精度で決定することができるのに対して,結晶格子にかかる応力は,高分子の複雑な微細構造のた めに直接求めることはできない。そこで,結晶弾性率を計算するに当っては, "応力は試料全体に均一 にかかっている"と仮定したが,この仮定の妥当性を種々の微細構造をもつ,すなわち, 微結晶の配向度 あるいは結晶化度の異なったポリビニルアルコールフィルムを用いて検討した。その結果,上の仮定を 用いて計算した結晶弾性率の値は試料によって少ししか異ならず,しかも,その小さな差は測定格子面 間隔の微少な拡がりに起因していることが明らかとなった。それゆえ,上の仮定は,十分精確に成立つ ことがわかった。

- 1) 桜田 一郎,温品 恭彦,曽根 康夫:高化,12,506(1955)
- 2) 呉 祐吉,久保 輝一郎:工化,39,929(1939)
- 3) I.Sakurada, K.Fuchino : Scientific Papers of the Institute of Physical and Chemical Research, Japan, 21, 1077(1942)

## 第3章 ポリエチレン

#### 1. 緒 言

前章において,格子面間隔の微少な広がりによって分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率の値 ( $E_t$ ) か実験誤差内ではあるが低下することが見出された。このことをさらに明確にするために種々のポリエ チレン試料を用いて格子面間の広がりと分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率の関係を調べた。すなわ ち,中圧法高密度ポリエチレンではほとんど分岐を有しないのに対して,高圧法低密度ポリエチレンで は多くの分岐を有している。この分岐が短いときには結晶格子中に入ることができ,その結果,結晶格 子を乱し格子面間隔は増大する<sup>1)2)3)</sup>。その増大の程度は分岐度の多いほど大きく,われわれの用い た材料のうちで最も分岐度の多いものでは分岐のほとんどないものに比べて面間隔が約1.2%増大して いる。この面間隔の拡大率は前章のポリビニルアルコールの約0.4%の拡大率に比べて3倍も大きいの で,これらの試料に対する $E_t$ の変化量は実験誤差を十分越えるものと期待される。

また,ポリエチレンを真空中で放射線照射すると架橋が起り機械的性質が改良されることは良く知ら れている<sup>4)</sup>が,この架橋は結晶領域中においても起り,その結果,格子面間隔が変化する<sup>5)</sup>。したがっ て,r線照射を行なったポリエチレンフィルムについても上と同様の実験を行なった。

最後に,ポリエチレンの分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率の値として,どれをとるべきかを検討した。

#### 試料ならびに実験方法

ポリエチレン試料としては,高密度ポリエチレンであるSholex 6050(Marlex 50相当) および低密度ポリエチレンであるSumikathene F101-1(melt index 0.3)とSumikathene G806(melt index 50)を用いた。これらのチップ試料をメルトプレス後急冷し て原フィルムを作製し,それらをつぎのような条件で延伸することによって各配向試料を得た。すなわ ち,Sholex 6050の場合は,原フィルムを90℃あるいは室温で13倍延伸し,100℃で2時 間定長熱処理を行なった。後者は7線照射用試料とした。Sumikathene F101-1は90℃で5 倍延伸し,110℃で2時間定長熱処理した。また,Sumikathene G806は室温で5倍延伸し, 80℃で2時間定長熱処理した。

 線照射は,上の3種の配向フィルムについて真空中(10<sup>-3</sup>  $m_{Hg}$ )で $Co^{60}$ (線量率 7.05×10<sup>4</sup> r/hr)を用いて行なった。総線量は3.1×10<sup>7</sup>r であった。

各試料の密度は浮沈法(エタノールー水系 30±0.1℃)で決定した。また,結晶化度は密度から計 算した。その際,結晶領域の密度は $\rho_c = 0.997 \, g/cc^{6}$ , 無定形領域の密度は $\rho_a = 0.855 \, g/cc^{7}$ ) を用いた。微結晶の配向度は子午線上の002反射を用いて前章と同様にして決定した。ポリエチレン

-19-

の分岐度およびゲル分率はつぎのようにして決定した。

分岐度 ポリエチレンの分岐度と格子面間隔との関係については多くの研究があるが<sup>1)2)3)</sup>, そ れらの研究によると分岐度の増大に伴なって赤道上の格子面間隔は増大する。この関係を用いて逆にポ リエチレンの分岐度を推定した。本実験では未延伸試料の(110)面および(200)面の面間隔から計 算した。

ゲル分率  $\gamma$ 線照射試料のゲル分率は,試料をp-キシレン中で,Sholex6050では120℃で 10時間,その他の試料では80℃で10時間煮沸した後乾燥して重量を測定した。

格子面間隔および弾性率の測定は前章と同様にして行なった。測定に用いた格子面は(110)面であ り、この面に対する回折角は $CuK_{\alpha}$ に対して $2\theta = 21^{\circ}26' \sim 36'$ であった。引張り応力による $2\theta$ の移動  $d2\theta = -1'$ に対応する格子の伸びは 0.0 0 7%である。測定は、未照射試料では、25±2℃、  $RH55\pm5\%$ 、 r線照射試料では、20±1℃、 $RH60\pm5\%$ の室温、室内湿度で行なった。

3. 実験結果と考察

Fig.1 に種々のポリエチレンの配向フィルムのX線図を示す。微結晶の配向度はいずれの訊料につ



(a)



Fig. 1. X-ray diffraction patterns of polyethylene films. (a) Sholex 6050, normal (left) and edge (right) directions. (b) Sumikathene F101-1, (c) Sumikathene G806, both of them are those for normal direction.

いても良好であるが、特に、Sholex 6050の配向度は高く、しかも自の右の写真からわかるよう に二重配向をとっている。すなわち,この写真に対応する逆格子図形(Fig.2)から(110)面と



Fig. 2. Equatorial reciprocal lattice of polyethylene for the doubly oriented film corresponding to Fig. 1a (right).

(100)面がフィルム面に平行になっていることがわかる。ア線照射試料のX線図は示さなかったが, それらは未照射のものと実際上同じであった。

これらの試料の諸物性をTable1に示す。表中のHizex 5000は既報<sup>8)</sup>の実験で用いた試料で ある。表より分岐度の多い試料ほどその密度は小さく,結晶化度も低いことがわかる。微結晶の配向度 はX線図からもわかるように非常に良好でほとんど同程度である。また,ア線照射によってゲルが60 ~80%程度生じている。 7線照射した Sholex 6050の密度は未照射のものに比して小さいが, これは照射による影響ではなく,照射前の密度と―致している。すなわち,このフィルムは乳白色をし ており、延伸時にボイドが入ったため密度が小さくなったものと思われる。したがって、この密度には 意味がないのでこの試料の結晶化度は計算しなかった。おそらく未照射試料のものと同じと考えられる。

-21-

2

| Sample                | Thickness<br>(mm) | Density<br>(g./cm³) | Degree of<br>crystallinity<br>(%) | Degree of<br>orientation<br>II (%) | Degree of<br>branching<br>(CH <sub>3</sub> /1000C) | Gel fraction |
|-----------------------|-------------------|---------------------|-----------------------------------|------------------------------------|--|--------------|
| Unirradiated          |                   |                     |                                   |                                    |  |              |
| Sholex<br>6050        | 0.04              | 0.962               | 78                                | 975                                | ~0   |              |
| Hizex<br>5000*        | 0.1               | 0.945               | 67                                | 972                                | 0~3  |              |
| Sumikathene<br>F101-1 | 0.21              | 0.924               | 5 2                               | 961                                | ~10  |              |
| Sumikathene<br>G806   | 0.14              | 0.916               | 4 7                               | 961                                | ~20  |              |
| γ-Ray irradiated      |                   |                     |                                   |                                    |  |              |
| Sholex<br>6050        | 0,05              | 0.933**             | . <u> </u>                        | 97,9                               |  | 0.69         |
| Sumikathene<br>F101-1 | 0.22              | 0.924               | 5 2                               | 956                                |  | 0.78         |
| Sumikathene<br>G806   | 0.23              | 0.916               | 47                                | 957                                | •  | 0.59         |

Table 1 Some Properties of Various Polyethylene Films.

\*) Reported previously.<sup>8</sup> \*\*) Milk-white film (considered to contain much void).

つぎに、これら種々のポリエチレン試料の格子面間隔の測定値をTable 2 に示す。表より格子面間

| Sample             | (110)        | Lattice space<br>(200)                | cing (A)<br>(020) |
|--------------------|--------------|---------------------------------------|-------------------|
| Unirradiated       |              |                                       |                   |
| Sholex 6050        | 4.114(4.114) | 3.722                                 | 2.461             |
| Hizex 5000         | 4.123(4.120) | 3.728                                 | 2.467             |
| Sumikathene F101-1 | 4.142(4.139) | 3.752                                 | 2.471             |
| Sumikathene G806   | 4.158(4.149) | 3.759                                 | 2.475             |
| γ-Ray irradiated   | <u> </u>     | · · · · · · · · · · · · · · · · · · · |                   |
| Sholex 6050        | 4.115        | 3.728                                 | 2.465             |
| Sumikathene F101-1 | 4.147        | 3.760                                 | 2.474             |
| Sumikathene G806   | 4.154        | 3.759                                 | 2.478             |

Table 2 Lattice Spacings of Various PE Drawn Films at  $20\pm1^{\circ}$ C.

Cf. Numbers in parentheses are the values for undrawn samples.

隔は, Sholex 6050とSumikathene G806とではかなりの差があることがわかる。すな わち,(110)面の差は約1.2%であり,前章のポリビニルアルコールの約0.4%に比べてかなりの大 きい変化である。また,(110)面の面間隔でかっこ内に示した値は未延伸熱処理試料に対する値であ り,延伸によって極くわずか面間隔が増大しているようである。この傾向は前章のポリビニルアルコー ルの場合にはより顕著に見られた。さらにて線照射によっても格子面間隔は増大する傾向にあるが,そ の変化量は極めて僅かであり,いずれも実験誤差内にある。このようにて線照射による効果が小さいの

-22-

は,全照射量が3.1×10<sup>7</sup>rad と少ないためである。すなわち,格子面間隔が顕著に変化するために は,10<sup>9</sup>rad 程度の総線量が必要だからである<sup>5)</sup>。

未照射試料の(110)面に対する応力( $\sigma$ )ーひずみ( $\epsilon$ )の関係図および試料の応力( $\sigma$ )ー伸び ( $\zeta$ )図をFig.3,4,5に示す。いずれの場合も測定点は原点を通る一直線上によくのっている。



Fig. 3. Stress-strain curves for the lattice and the specimen of high density PE (Sholex 6050).



Fig. 4. Stress-strain curves for the lattice and the specimen of low density PE (Sumikathene F101-1; M.I. 0.3).



Fig. 5 Stress-strain curves for the lattice and the specimen of low density PE (Sumikathene G806; M.I. 50).

これらの直線の勾配から得られた分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )および繊維軸に対し直角 方向の試料の弾性率( $Y_t$ )の値をTable 3に示す。前述したよりに、 $\gamma$ 線の照射量が少ないため $E_t$ 

| Sample             | Lattice modulus<br>$E_t(110) \times 10^{-4} (\text{kg./cm.}^2)$ | Specimen modulus $Y_{t_{s}} \times 10^{-4} (\text{kg./cm.}^2)$ |
|--------------------|---|--|
| Unirradiated       |   |  |
| Sholex 6050        | 5.3   | 2.4  |
| Hizex 5000*        | 4.3   | 2.0  |
| Sumikathene F101-1 |   |  |
| (M.I. 0.3)         | 2.8   | 0.54   |
| Sumikathene G806   |   |  |
| (M.I. 50)          | 2.7   | 0.31   |
| γ-Ray irradiated   |   |  |
| Sholex 6050        | 4.6   | 2.1  |
| Sumikathene F101-1 | 3.2   | 0.55   |
| Sumikathene G806   | 2.3   | 0.36   |

Table 3. Elastic Moduli of Various PE Samples (Unirradiated : 25±2°C, irradiated : 20±1°C.)

\*) Reported previously<sup>8</sup>

の値は照射によってほとんど変化していない。したがって,r線照射の効果を顕著に知ることはできなかった。しかしながら,この効果は小林および長沢 $^{9}$ が試料に電子線照射を行なりことによって調べている。

さて、前章で述べた $E_t$ と格子面間隔の関係を検討するために、Table 3の結果を測定に用いた格子面の面間隔(Table 2 参照)に対してプロットした。Fig.6 はその関係図である。すなわち、結晶弾性率( $E_t$ )は格子面間隔の増大**を**共に減少することがよくわかる。しかも、その変化量は実験誤差

-24-



Fig. 6 . Relation between lattice spacing and elastic modulus for (110) of PE.  $\bigcirc$  unirradiated,  $\bigcirc \gamma$ -ray irradiated,  $\times$  electron irradiated (by Kobayashi *et al.*)

( $E_t$ 値の±10%)に比してはるかに大きく,前章で見出した事実,すなわち,面間隔の増大によって  $E_t$ が低下することが確認された。なお,図中の×印は高密度ポリエチレン試料に電子線を照射したと きの小林および長沢<sup>9)</sup>の結果であり,本実験とよく一致している。

最後に、ポリエチレンの $E_{t}$ 値としてどの値をとるべきかについて検討する。ポリエチレンの完全結晶の格子定数として、仮にBunn<sup>10)</sup>の値をとるとすれば、(110)面の面間隔は、4.102Åであるから、Fig.6から推定した(110)面に対する $E_{t}$ 値は5.8×10<sup>4</sup>kg/cnとなる。しかしながら、Bunn の格子定数が完全結晶の値であるという保証はない。したがって、分岐がほとんどないと思われるSholex 6050の実測値をポリエチレンの $E_{t}$ 値とする方が実際的であろう。したがって、Sholex 6050を試料として、(110)面以外の面、すなわち(200)面についても $E_{t}$ 値を測定した。その結果をFig.7に示す。この応力( $\sigma$ )-ひずみ( $\epsilon$ )直線の勾配から求めた(200)面に





対する $E_t$ の値は、 $5.1 \times 10^{4} k_{g}/c_{n}$ (23±2°)であり、(110)面に対する値  $5.3 \times 10^{4} k_{g}/c_{n}$ (25±2°)とほとんど等しい。それゆえ、ポリエチレンでは分子鎖間力にそれほど異方性はない ものと思われる。これらの測定結果を既報<sup>8)</sup>の値と比較すると、Table 4が得られる。すなわち、ポ

| Lattice plane | Sholex 6050<br>(0.962g/cc) | Hizex 5000 *<br>(0.945 g/cc) |  |
|---------------|----------------------------|------------------------------|--|
| (110)         | 5.3                        | 4.3                          |  |
| (200)         | 5.1                        | 3.8 +                        |  |
| (020)         | _                          | 3.9                          |  |

Table 4. Elastic moduli of high density polyethylenes  $-E_{+}x10^{-4}(kg/cm^{2})$ .

\*Reported previously<sup>8</sup>) + Modified value

リエチレンの $E_{l}$ 値としては,異方性がほとんどなく平均として約5×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>をとるべきである。 しかしながら,以下の章で示すように,他の種々のポリマーの $E_{l}$ 値と比較する際には,Hizex 5000の方の実測値,約4×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>を基準にとる方が便利である。それは,恐らく,他のポリ マーでも完全結晶は得にくく,結晶中に若干ひずみを有していることの方が普通だからと思われる。

ボリエチレンの $E_t$ の理論計算については、2、3の報告がある。すなわち、榎本および朝比奈<sup>11)</sup> はメタンのLenard – Jones ポテンシァル関数からvan der Waals力に対する力の定数を求 め、分子内および分子間にUrey – Bradley 型の力場を仮定して全結晶領域のポテンシァル関数を 計算して、たれからポリエチレンのa軸方向およびb軸方向の $E_t$ 値を求めた。その結果、 $E_a = E_b =$ 2.1×10<sup>10</sup> dyne/cm=2.1×10<sup>4</sup>kg/cmの値を得た。この値はオーダーの点ではわれわれの実測値 とよく一致しているが数値は実測値の約半分である。また、彼らは、 $E_a \ge E_b$ が等しいことから、分 子鎖軸間力には大した異方性はないと述べているが、この点に関しては実測結果と一致している。宮沢 および北川<sup>12)</sup> は、前と同じ力の定数を用いて、a軸とり軸との変化から簡単に弾性率を計算し、  $E_a = 5.7 \times 10^{10}$  dyne/cm,  $E_b = 2.1 \times 10^{10}$  dyne/cm の値を得た。さらに、小田島および前 田<sup>13)</sup> は、Lenard – Jones 型のポテンシァルを用いてBornの理論<sup>14)</sup>を適用して、弾性率を計 算し、 $E_a = 5.13$ (または4.48)×10<sup>10</sup> dyne/cm の値を得た。この $E_a$ の値は実測値とよく一致 しているが、 $E_b$ および $E_{110}$ の値は高すぎるよりである。

#### 4. 総 括

前章で見出した格子面間隔の拡がりによる結晶弾性率の低下の現象を分岐度の異なる種々のポリエチ レンを用いてさらに明確に確めた。

-26-

ポリエチレンのE<sub>t</sub>値の理論計算についても2,3の報告があるが,これらの値はオーダーについては 良く一致しているが,数値に関しては,小さすぎたり大きすぎたりで完全な一致は見られない。

### 文 献

- 1) P.R.Swan: J.Polymer Sci., 56, 409(1962)
- 2) E.A.Cole and D.R.Holmes: J.Polymer Sci., 46, 245(1960)
- 3) R.M.Eichorn: J.Polymer Sci., 31, 197(1958)
- 4) M.Dole: Report of Symposium IX "Chemistry and Physics of Radiation Dosimetry", Army Chemical Center, Maryland p120 (1950)
- 5) W.P.Slichter and E.R.Mandell: J.Phys. Chem., 62, 234(1958)
- 6) P.Zugenmaier und H.J.Cantow:Kolloid-Z.u.Z.Polymere, 230, 229(1969)の文献の格子定数から計算した。
- 7) G.Allen, G.Gee, and G.J.Wilson: Polymer, 1, 456(1960)
- 8) 桜田 一郎,伊藤 泰輔,中前 勝彦:材料試験,11, 683(1962)
- 9) K.Kobayashi and T.Nagasawa: The Joint US-Japan Seminar in Polymer Physics, Kyoto, Japan (1965)
- 10) C.W.Bunn: Trans.Faraday Soc., 35, 482(1939)
- 11) S.Enomoto, M.Asahina: J.Polymer Sci., A, 2, 3523(1964)
- 12) T.Miyazawa, T.Kitagawa: J.Polymer Sci., B, 2, 395(1964)
- 13) A.Odajima, T.Maeda: J. Polymer Sci., C, Ma15, 55(1966)
- 14) M. Born, K. Huang: "Dynamical Theory of Crystal Lattices, Clarendon Press, Oxford (1956)

-27-

## 第4章 ナイロン6(α型)

#### 1. 緒 言

第2章および第3章で見てきたように、分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )の実測値は、 分子鎖軸方向の結晶弾性率( $E_l$ )と同様に<sup>1</sup>)各高分子の各格子面に固有の値を与えるものと思われる。したがって、以下の章において種々の高分子の $E_t$ を測定し、それらの値と構造との関係を明らかにする。

高分子の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )の値は、結晶中の分子鎖間力に密接に関係す るものと考えられる。すなわち、桜田、伊藤、中前の報告によれば、ボリエチレン(PE)<sup>2)</sup>やボリプ ロビレン(PP)<sup>3)</sup>のように構造単位中に極性基を含まず、したがって、分子鎖間に分散力のみが働い ているような非極性高分子では、3~4×10<sup>4</sup> kg/cn の $E_t$ が得られるのに対して、構造単位中に極 性基を有し、分子鎖間に水素結合を有するボリビニルアルコール(PVA)<sup>2)</sup>では、9~11×10<sup>4</sup> kg/cn 双極子-双極子相互作用を有すると考えられるボリオキシメチレン(POM)<sup>4)</sup>では、8×10<sup>4</sup> kg/cn といずれも高い値が得られた。

それゆえ、もし、結晶中の分子鎖間力の強さに異方性が存在する場合には、その方向によって、 $E_t$ の値は当然異なるはずである。逆に、結晶構造が明白でない場合には、 $E_t$  を測定することにより、結合力の強さの異方性を知ることができ、結晶構造に関する重要を知見が得られる。その意味で結晶構造の良くわかった高分子について、結合力の強さの異方性と $E_t$ との関係を実際に確めておくことは重要なことである。そこで、結晶構造が明確であって、しかも結合力の強さに明らかな異方性を有するものとして、ナイロン6を選び、その種々の方向の $E_t$  を測定した。すなわち、ナイロン6のの型結晶は、一方向にのみ水素結合を有し、それと直角方向では、普通のvan der Waals力で結合している。<sup>5)</sup>また、ナイロン6のの型をヨウ素処理すると7型に変わる<sup>6)</sup>が、この際、水素結合方向が変化する。<sup>7)</sup>しかし、その結合は、やはり、一方向のみである。したがって、の型および7型について $E_t$ を測定すれば、各方向の結合力の強さを測定することが可能である。本章では、このうち、の型についての $E_t$ の測定結果を述べ、次章で、7型についての結果を述べる。

#### 2. 試料ならびに実験方法

ナイロン6のチップを220°Cでメルトプレスした後,直に急冷して原フィルムとした。この原フィルムを延伸後熱処理して実験用試料とするわけであるが,その際,熱処理時間の短い1軸配向試料は,本実験には適さないことがわかった。以下,その原因について,若干詳しく述べる。原フィルムを沸騰水中で約3倍延伸し,150°Cで40分熱処理した1軸配向試料では,延伸軸に対して直角方向に引張

り応力をかけると、二重配向をとるようになる。これは、引張り応力によって、フィルム面に直角方向 には圧縮力  $\nu \sigma$ ( $\sigma$ :引張り応力、 $\nu$ :試料の Poisson比)が働くためと考えられる。 この配向現 象は、弾性変形と塑性変形の両方によって生じ、引張り応力の大きい程、また、荷重時間の長い程塑性 変形量が増大する。すなわち、引張り応力の大きい場合には、除重後もある程度しかもとにもどらない。 Fig.1は、このような引張り応力による二重配向化を示すX線写真である。この荷重下の写真(D)



Fig. 1. Change of X-ray diffraction patterns of nylon 6 (A-form) film by the stress perpendicular to the chain axis. X-ray beam parallel to the chain axis. (a) no stress (b) under stress (c) after removing the stress.

は、約200kg/cmの応力下で試料を約2%伸長させた後固定して撮影したものである。X線の入射方向は、試料フィルム面および鎖軸に平行である。この写真の強い2つの反射のうち、内側の反射は200

反射であり,外側の反射は002と202反射 の重なったものである。そして,二重配向化は, 後に示す逆格子図形(Fig.4)からわかるよ うに,単位格子のa軸が試料フィルム面に平行 になるように起る。

さて, このような, 1軸配向試料において, 試料フィルム面にほぼ垂直な位置にある(200) 面および(002)面の与える反射\*を, ディ フラクトメーターを用いて, チャートに描かす と, Fig.2の実線の如くになる。図より, 200反射と002反射のビーク強度はほぼ等 しく, その干渉山はお互いにすそが重なり合っ



Fig. 2 Change of X-ray diffraction curve of nylon 6(α-form)film by the stress perpendicular to the chain axis.

- (a) —: no stress,
- (b)  $\cdots$ : under a stress of 145 kg/cm²,
- (c) ----: after removing the stress.
- \* 202反射の強度は、後に示す Fig. 3bからわかるように、002反射に比べて相当弱いので 本実験では無視する。

ている。この試料に、鎖軸に対し直角方向に応力をかけると、破線のごとく200反射の強度は増大す るが、002反射の強度は著しく減少する。この強度変化は、Fig.1からわかるように、主として二 重配向化による結果である。また、鎖線で示すように、除重によってもその強度はほとんどもとにもど らない。つぎにFig.2の未荷重と除重時の曲線を比較してみると、見掛けのビーク位置は、200反 射でも002反射でも20にして約4′いずれも小さい方にずれていることがわかる。すなわち,応力 によらず、干渉山の強度変化のみによっても、お互いの反射の見掛けのピーク位置は変化するわけであ る。このことは、つぎのようにして説明することができる。実測される干渉山は真の200反射と002 反射の重なったものである。したがって,干渉山のビーク位置は,隣りのビークの影響を受けて,お互 いに接近する方向にずれる。事実、種々の1軸配向試料のビーク位置を、隣りのビークの影響の少ない、 したがって、真のものに近いと考えられる二重配向試料のビーク位置と比較すると、1軸配向試料の反 射角度(20)の方が,二重配向試料の20よりも,200反射では常に大きく,002反射では常に 小さい。このような1軸配向試料が二重配向化すると、200反射の強度は増大し、002反射の強度 は減少するので、200反射は002反射による影響が小さくなり、真のビーク位置の方向にもどるが、 002反射は200反射による影響が一層大きくなり、ビーク位置は真の位置からさらに離れ、200 反射の方向に移動する。その結果、どちらの反射ビーク位置も20の小さい方向にずれるものと考えら れる。

このような試料には、応力による見掛けのビーク位置の移動が結晶格子ひずみのみによるとすること はできない。また、強度変化によるビーク位置のずれを取除くためには、2つのビークを分離する必要 があるが、この方法には2つある。1つは、X線の発散スリット巾を狭くすることであるが、スリット 巾を狭くすると、反射強度が弱くなり、正確なビーク位置の読取りが困難になる。また、もう一つの方 法は、重なった2つのビークを図上で分離することであるが、分離の際に入る誤差は、かなり大きく (20にして±5<sup>'</sup>)、応力によるビーク位置のずれを上わまわる。したがって、このようなビークの 分離方法はどちらも用いることができない。そこで、本実験では、2つの干渉山を分離することをせず、 引張り応力によって、反射強度が変化しないような試料を作製しようとした。そのためには、最初から、 十分二重配向をした試料を用いれば良いことは、直に理解される。しかし、このような試料では、後に 示す Fig. 3D およびFig.4からわかるように(002)面は引張り応力に対して平行になってし まうので、この面に対して引張り応力をかけることは不可能である。したがって、二重配向試料では、 (200)面による  $E_t$ の測定しかできない。そこで、(002)面による測定を行なうためには、1 軸配向試料であって、しかも引張り応力によって二重配向化を起さない試料が必要である。このような 試料は、高温で長時間熱処理を行なうことによって得られることがわかった。以下本実験で用いたこれ ら2種類の試料の作製方法とその性質について述べる。

二重配向試料(試料1):原フィルムを100°C熱風炉中で2.1倍延伸し,その後,沸騰水中で,これと直角方向に3.2倍再延伸して,同温で3時間熱処理した。試料フィルムの厚さは,0.12700である。

-30-

浮沈法(ベンゼン-四塩化炭素系,30±0.1°Cで測定)による試料の密度は、1.1499/02であ り、測定時の吸湿量<sup>\*</sup>は4.0%であった。この試料のX線写真を、Fig.3に示す、X線は、Niu過した  $CuK\alpha$ 線である。(a)は、繊維図形であり、かなり鋭いスポットが見られる。繊維軸は、2回目の





延伸方向と一致している。(b)は, X線を繊 維軸方向に入射して得た写真であり, この試料 がかなり良い二重配向をとっていることがわか る。(a)の繊維図形で002反射の強度が著 しく小さいのは, この二重配向のためである。 また, (b)に対応する赤道面の逆格子図形を Holmesら<sup>5)</sup>の格子定数に従って描くと, Fig.4のごとくになる。この図からわかるよ うに,二重配向は単位格子のa軸が試料フィル ム面に平行になるように起っている。さらに, Fig.3bとFig.4を比較すると1軸配向試 料では重なっていた002反射と202反射が, 二重配向試料では明白に分離しており, しかも, 202反射の強度は, 002反射の強度に比べ



film surface

Fig. 4. Equatorial reciprocal lattice of nylon 6 (α-form) for the doubly oriented film corresponding to Fig.3(b).

\* 吸湿量の測定は、試料を200℃の熱風炉中で24時間加熱乾燥したときの重量減少から求めた。

てかなり小さいことがわかる。したがって,前にも述べたように,002反射の影響を殆んど受けない と思われるので,202反射は今後考えないことにする。

1 軸配向試料(試料2,3):原フィルムを沸騰水中で3倍延伸し,150°C熱風炉中で7時間 熱処理したもの(試料2)と100°C熱風炉中で6時間熱処理したもの(試料3)を作製した。これ らの試料フィルムの厚さは、それぞれ、0.16mmおよび0.14mmである。浮沈法による試料の密度は、 それぞれ、1.178および1.153 g/cc.であり、測定時の吸湿量は、2.5%および0.1%(五酸化リン による乾燥状態)であった。Fig.5に、試料2のX線写真を示す。X線は、Niロ過したCuKα線





the film surface,

(b) : X-ray beam parallel to the chain axis.

を用いた。図より、この試料が比較的良好な1 軸配向試料であることがわかる。また、この試 料に対する子午線上の040反射のDebye-Scherrer環に沿った強度分布曲線をFig. 6に示す。この曲線の測定は、繊維軸がG.M. 管の回転する水平面内で動くように、試料フィ ルムを回転させることによって行なったが、フ ィルムの傾斜角度が増大すると共に、試料のX 線照射体積は増大する。\* Fig.6に示した曲 線は、このような照射体積の増大による強度の



**Fig. 6**. Distribution curve of the intensity of 040-reflection along the Debye-Scherrer ring for specimen 2.

 $\phi$ : the angle of inclination, which is zero when the chain axis is perpendicular to the rotation plane of the Geiger counter.

<sup>\*</sup> この体積の増大は試料フィルムの傾斜角を¢とすると、1/cos¢の割合で大きくなる。

増大を補正したものである。この曲線の半価巾(H°=18°)から求めた配向度の実用的標準は、  $\pi = 90\%$ である。試料3についてもほぼ同じ値がえられた。

ナイロン6(  $\alpha$ 型)の結晶構造は、Holmesら<sup>5)</sup>によると単斜晶系に属し、その格子定数は、a=9.56Å, b( 鎖軸 )=17.24Å, C=8.01Å,  $\beta=67.5^{\circ}$ であり、単位胞中を4本の分子鎖が通っている。また、結晶の計算密度は、 $\rho_{calc}=1.23g/cc$ である。

 $E_t$ の測定に使用できる赤道反射は、200 反射と002反射の2つである。試料2に対 するこれら2つの反射のプロフィールを、 Fig.7に示す。これらの反射角度は、上記 の格子定数を用いると、 $CuK\alpha$ 線に対して それぞれ、2 $\theta$ =20°6′ および24°3′で あり、引張り応力による2 $\theta$ の移動、 $42\theta$ = -1′に対応する格子ひずみは、それぞれ、  $\epsilon$ =0.082%および0.068%である。

二重配向フィルム(試料1)では、a軸が 試料フィルム面に平行になるように配向して いるため、大部分の徴結晶が、その(200) 面が試料フィルム面の法線に対して、22.5° 傾くように配向している。したがって、 $E_t$ 





の測定に当っては、引張り応力の方向に対して垂直な(200)面を用いることができない。それゆえ、 実際の測定では、応力方向に対して法線が25・傾いた(200)面を用いた。この場合、面の傾きに よる応力の補正を行なう必要がある。この補正係数としては、( $\cos^2 25^\circ - \nu \sin^2 25^\circ$ )を用いた<sup>8)</sup> ここで、*ν*は試料のPoisson 比であり、 $\nu = \frac{1}{3}$ と仮定した。測定は、いずれも室温で行ない。試料 3以外は室内湿度(RH約60%)で行なった。試料3では、吸湿の影響を除くため延伸器全体を薄い ポリエチレンの袋で包み、中に乾燥剤として五酸化リンを入れて測定した。

#### 3. 実験結果と考察

試料1(二重配向)および試料2,3(1軸配向)について測定した各格子面に対する応力( $\sigma$ ) とひずみ( $\epsilon$ )の関係を,Table1 および2に挙げてある。試料1では、測定格子面の傾きによる補 正をしていない応力は、 $\sigma'$ で示されている(前節参照)

Table1. Stress-strain relationship for the(200) plane of the  $\alpha$ -form of nylon6(A doubly oriented film) at  $19\pm1^{\circ}C \cdot \sigma = \sigma'(\cos^2 25^{\circ} - \nu \sin^2 25^{\circ}), \sigma'$ : stress on the specimen,  $\sigma$ : stress on the(200) plane of which normal makes an angle of 25° with the stress direction,  $\nu$ : Poisson's ratio of the specimen, taken as 1/3.

| $\sigma'~(kg/_{Cm}^2)$ | $\sigma (k_{\mathscr{G}/Cm^2})$ | σ (%) |
|------------------------|---------------------------------|-------|
| 1 3 4                  | 102                             | 0.123 |
| 212                    | 161                             | 0.205 |
| 219                    | 167                             | 0.225 |
| 220                    | 167                             | 0,246 |
| 239                    | 182                             | 0.246 |
| 250                    | 191                             | 0.262 |
| 287                    | 219                             | 0.310 |
| 320                    | 244                             | 0.310 |
| 343                    | 262                             | 0.328 |
| 375                    | 285                             | 0.418 |
| 409                    | 311                             | 0.492 |
| 429                    | 327                             | 0.410 |

Table2. Stress-strain relationships for the equatorial lattice planes of the  $\alpha$ -form of nylon 6(Uni-axially oriented films).

| Specimen 2(20±1°C) |       |                    | Specimen 3(27 $\pm$ 1 °C) |                       |       |
|--------------------|-------|--------------------|---------------------------|-----------------------|-------|
| (200)              |       | (002)              |                           | (200)                 |       |
| $\sigma (kg/cm^2)$ | ε(%)  | $\sigma (kg/cm^2)$ | ε(%)                      | $\sigma (kg/_{Cm}^2)$ | ε(%)  |
| 6 3                | 0.082 | 39                 | 0.091                     | 46                    | 0.041 |
| 83                 | 0.123 | 95                 | 0.2 0 4                   | 63                    | 0.082 |
| 120                | 0.164 | 165                | 0.340                     | 89                    | 0.123 |
| 149                | 0.205 | 165                | 0.374                     | 123                   | 0.164 |
| 180                | 0.246 | 234                | 0.530                     | 132                   | 0.205 |
| 214                | 0.492 | 257                | 0.612                     | 184                   | 0.287 |
| 240                | 0.451 | 306                | 0.578                     | 261                   | 0.492 |
| 265                | 0.451 |                    |                           |                       |       |
Fig.8は、試料1について(200)面に 対して得られたσー€の関係を図示したもの である。測定点は原点を通る一直線上にほぼ のっている。直線の勾配から弾性率を求める と、(200)面に対する結晶弾性率は、  $E_t = 7.3 \times 10^{4kg/cm}$ と得られる。また、同 図の左上隅に示した応力と試料の伸び(の-て)の関係図から、試料1の弾性率は、 $Y_r$  $= 1.3 \times 10^4 k_{g/cm}$ であることがわかる。 Fig.9は、 試料2 および3 (1 軸配向) に ついての(200)面に対するの- 6および 試料の $\sigma - \zeta$ 図である。 $\sigma - \epsilon \otimes \kappa$ おいて、 を通る一直線上にあるが、200kg/cmを越 えると各点は、この直線から少しはずれてく る。この理由としては、つぎのように考えら れる。一般に 試料に引張り応力をかけると, 応力方向に試料が伸び、断面積は減少するた め, 試料のX線照射体積が減少し, 干渉山の 反射強度は少し低下するのが普通である。し かるに、本試料の200反射のピーク強度は 200kg/cmまでは、ほとんど変化しないの に、200kg/cm以上では強度が少し増大す る。したがって、この応力以上では、二重配



Fig. 8. Stress-strain curve for the (200)plane of nylon  $6(\alpha$ -form) — specimen 1, doubly oriented film. Stress-elongation for the specimen is shown at the corner of the figure.





 ○ : Specimen 2, ● : Specimen 3. Stresselongation curves for the specimens are shown at the corner of the figure.

向化の影響が現われはじめたものと思われる。さらに、その証拠として、二重配向試料(試料1)では、 200 $kg/c_n$ 以上の応力でも測定点は一直線上にあることが挙げられる。Fig.9のの-  $\epsilon$ の直線の初 期勾配から求めた(200)面に対する結晶弾性率は、試料2についても、試料3についても等しく、  $E_t = 7.3 \times 10^4 kg/c_n^2$ である。それに対して、 $\sigma - \zeta$ 図から求めた試料の弾性率は、試料2では  $Y_t = 1.8 \times 10^4 kg/c_n^2$ であり、試料3では $Y_t = 2.2 \times 10^4 kg/c_n^2$ である。

以上のことから、試料の弾性率 $Y_t$ が異なっても、配向状態が異なっても試料の微細構造に無関係に、 結晶の弾性率は常に等しく、固有の値をもつことがわかる。

つぎに、試料2(1軸配向)を用いて測定した(002)面に対する $\sigma - \epsilon$ の関係を、Fig.10に示す。この $\sigma - \epsilon$ 図において、応力が200kg/cd以上でも測定点が直線から離れないのは、Fig.2

-35-

からもわかるように、二重配向化による影響 が200反射よりも002反射の方が少し小 さいことによる。 $\sigma - \epsilon$ の直線の勾配より求 めた(002)面に対する結晶弾性率は、  $E_t = 4.4 \times 10^4 kg/cm^2 coba$ 。

以上の結果から、ナイロン6( & 型) に対 する各格子面の結晶弾性率の値は、つぎのよ うになる。

Nylon6(*a*-form)...

 $(200): E_t = 7.3 \times 10^{4} k_{g/cm^2}$ 

(002):  $E_t = 4.4 \times 10^4 k_{H}/c_m^2 (20\pm1^{\circ}C)$ すなわち,(002)面に対する値はポリエ チレンの  $E_t$ 値(約4×10<sup>4</sup> kg/cm²)とほぼ 等しいのに対して,(200)面に対する値 はそれよりもかなり大きい。したがって, (200)面の法線方向と(002)面の法 線方向では,結合力の強さに明らかな異方性 がみられる。この結果は、ナイロン6(α型) の結晶構造(Fig.11)<sup>5)</sup>から合理的に説 明することができる。ナイロン6(α型)の







---: hydrogen bond.

分子鎖は、結晶中では、 a 軸方向に水素結合によって結合しており、それと直角方向では水素結合は存在しない。したがって、水素結合方向に近い(200)面の法線方向の  $E_t$  値が、水素結合のない(002)面の法線方向の  $E_t$  の値より大きいことは、合理的な結果である。このように、実測された  $E_t$  の値から、逆に同一結晶中の結合力の強さの異方性を知ることができる。このことは、  $E_t$  の値が 未知の結晶構造を決定する際の有力なデータとなる点で非常に重要な結果である。

また、試料1,2および3の $Y_t$ を比較してみると、その値は吸湿量の大きい程小さい。そこで、この対応関係を調べるために、種々の吸湿量の $Y_t$ を測定した。その結果をTable 3にあげる。この関係を図示すると、Fig.12のごとくになり、 $Y_t$ の値は吸湿量の増大に伴なってほぼ直線的に減少することがわかる。この結果および $E_t$ の値が吸湿量によって変化しないことから、吸湿された水分は主としてクリスタリット間にあり、その部分の変形をより容易にする可塑作用を有するものと思われる。

ポリアマイドの水の吸収機構については、Puffrら<sup>9</sup>によって、詳細に研究されているが、この場合も結晶領域に は水が入らないものとしている。最近 Boukal<sup>10</sup>は、ナイロン6(α型)の無配向試料について、定荷重下のX線 写真を撮影しそれらの写真をミクロフォトメーターを用いて解析することによって 分子鎖に直角方向の結晶弾性率(E<sub>1</sub>)を測定

- 36 -

| Water content<br>(%) | Density<br>( <i>9 / cm</i> ) | $Y_t$ ( kg / $cm^2$ ) | Note       |
|----------------------|------------------------------|-----------------------|------------|
| 0                    | 1.153                        | $2.2 \times 10^4$     | Specimen 3 |
| 2.50                 | 1.178                        | 1.8 × 10⁴             | Specimen 2 |
| 3.96                 | 1.149                        | 1.3 × 10⁴             | Specimen 1 |
| 4.47                 | 1.145                        | 1.2 × 10⁴             |            |
| 5.40                 | 1. <b>1</b> 4 0              | 1.1 × 104             |            |

Table3. Specimen moduli ( $Y_t$ ) of various specimens.



した結果について報告している。それによると、乾燥試料(100°C,24時間乾燥)では、 $E_t$ (200) =6.7×10<sup>4</sup> $kg/c_n^a$ 、 $E_t$ (002)(202)=3.3×10<sup>4</sup> $kg/c_n^a$ , $Y_t$ =3.6×10<sup>4</sup> $kg/c_n^a$ であり、吸 湿試料(水中で5時間煮沸)では、 $E_t$ (200)=6.6×10<sup>4</sup> $kg/c_n^a$ , $E_t$ (002)(202)=3.2×10<sup>4</sup> $kg/c_n^a$ , $Y_t$ =0.9×10<sup>4</sup> $kg/c_n^a$ である。彼は、これらの結果から、われわれと殆んど同じ結論に達し ている。すなわち、試料が吸湿することによって、結晶弾性率( $E_t$ )は変化しないのに対して、試料 の弾性率( $Y_t$ )は大きく低下することから、水が非晶部分を可塑化する役割を果していること、また、 結晶弾性率( $E_t$ )の値が(200)面の方が(002)(202)面より大きいのは、結晶構造中の 水素結合の異方性によることを結論している。しかし、 $E_t$ の絶対値についてみると、われわれの実測 値よりも、いずれも、10~20%程度小さい。この両者の差の原因については明白でない<sup>11)</sup>が、ただ、 実験精度についてはBoukalのは、格子面間隔にして±0.005A、われわれのものは、反射角度にし て±11であるから、面間隔にして最大±0.0035Aである。それゆえ、われわれの方が若干精度が高い。

#### 4. 総 括

ナイロン6の  $\alpha$ 型の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )をX線的に測定し、つぎの結果を

-37-

得た。

Nylon 6 ( $\alpha$  - form)...(200):  $E_t = 7.3 \times 1.0^4 \ kg/cm^2$ (002):  $E_t = 4.4 \times 1.0^4 \ kg/cm^2$  (20±1°C)

すなわち、(002)面の  $E_t$  値はポリエチレンの値とほぼ等しく、(200)面の  $E_t$  値は(002) 面の値よりもはるかに大きい。この結果は、ナイロン6の $\alpha$ 型結晶の分子鎖間力の異方性と一致してい る。すなわち、水素結合方向に近い方向の  $E_t$  の方が大きい。

#### 文 献

- 1) I. Sakurada, T. Ito : Makromol. Chem., 75, 1(1964)
- 2) 桜田一郎, 伊藤泰輔, 中前勝彦 : 材料試験, 11, 683(1962)
- 3) 桜田一郎, 伊藤泰輔, 中前勝彦 : 高化, 21, 197(1964)
- 4) 桜田一郎, 伊藤泰輔, 中前勝彦 : 高化, 21, 202(1964)
- 5) D. R. Holmes, C. W. Bunn, D. J. Smith : J. Polymer Sci., <u>17</u>, 159(1955)
- 6) 上田重幸,木村富昭:高化,15,243(1958)
- 7) 有元平次 : 高化, 19, 205, 212(1962)
- 8) たとえば、日本材料学会編、「X線応力測定法」 p.3(1966)(養賢堂)
- 9) R. Puffr, J. Sebena : J. Polymer Sci., C, No.16, 79(1967)
- 10) I. Boukal: J. Appl. Polymer Sci., <u>11</u>, 1483(1967)

11) I. Boukal: Private comunication.

# 第5章 ナイロン6(ア型)

1. 緒 言

前章においては、ナイロン6の  $\alpha$ 型について、分子鎖軸に 直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )を測定し、 結晶構造中の分子鎖間力の異方性に従って、 $E_t$ の値も異なることを示した。すなわち、水素結合のな い方向の  $E_t$ はポリエチレンのそれとほぼ等しく、水素結合方向に近い方向の  $E_t$ はそれよりも相当大 きい(約1.7倍)ことを確めた。しかしながら、この場合には、水素結合方向に垂直な格子面による強 い反射が得られず、水素結合方向の  $E_t$ を測定することができなかった。

ナイロン6の  $\alpha$ 型をヨウ素処理すると、 r型に転移することは良く知られており、<sup>1</sup>) その際、水素結合の方向が約60°回転し、しかも完全な水素結合を再形成する。<sup>2)~4)</sup> その結果、水素結合方向に垂直な格子面による反射が現われるので、  $\alpha$ 型では測定のできなかった水素結合方向の $E_t$ を測定することが可能である。そこで、本章では、この r型を用いて各方向の $E_t$ の測定を行ない、前章の $E_t$ の測定結果と合わせて分子鎖間力の異方性と $E_t$ との対応関係をさらに明確にしようとした。

2. 試料ならびに実験方法

ナイロン6の7型の1軸配向試料では、最強の赤道反射において、2つの相異なる格子面からの反射 がほとんど重なる。これらの反射を分離するためには、試料を二重配向化させる必要がある。そこで、 二重配向試料を得るために、まず、 α型の状態で互いに直角方向に再延伸して二重配向をとらせたフィ ルムをヨウ素処理して7型に変えたが、この場合には、1軸配向試料が得られた。ところが、 α型の1 軸配向フィルムをヨウ素処理すると7型の二重配向フィルムが得られることがわかった。このことは、 水素結合方向の回転と関係して興味ある事実であるが、本研究ではその詳細は検討しなかった。

つぎに、測定に用いた二重配向フィルムの作製方法ならびにその性質について述べる。ナイロン6の チップをメルトプレス法により原フィルムを作製した。この原フィルムを約100°Cの空気浴中で約 2.5倍延伸し、150°C で40分間熱処理した。さらに、このα型の1軸延伸フィルムを無緊張下で ョウ素処理を行なった。すなわち、 $I_2 - KI$  水溶液( $I_2$  399、KI 449、水3009)に室温で7日 間浸漬し、その後表面を簡単に水洗し真空乾燥した。このョウ素吸着フィルムをチオ硫酸ソーダ水溶液 に室温で約3ケ月間浸漬しョウ素脱着を行なった。脱着後のフィルムは十分水洗し真空乾燥した。この ようにして得られたョウ素処理フィルムを定長下で150°C、13時間熱処理を行なって試料フィル ムとした。試料フィルムの厚さは0.22㎜である。浮沈法(ベンゼン-四塩化炭素系、30±0.1°C で測定)による試料の密度は1.14、9/CCであった。この試料の室温におけるX線回析写真をFig. 1に示す。X線は、Ni ロ過した CuKa の線である。(a)はX線を試料フィルムに垂直に入射した ときの繊維写真であり、(b)はX線を試料フィルム面に平行で、かつ延伸軸に垂直に入射したときの

-39-





(c)

Fig. I X-ray diffraction patterns of the γ-form of nylon 6. (a) X-ray beam perpendicular to the chain axis and to the film surface, (b) x-ray beam perpendicular to the chain axis and pararell to the film surface, (c) x-ray beam pararell to the chain axis.

写真である。また、(C)はX線を試料フィルムの延伸方向に入射したときの写真である。(a) およ び(b)から本試料が繊維軸方向によく配向した r 型フィルムであることがわかる。また、(a) と(b) の図形が異なることおよび(c)の図形で左右の方向ではリングが1本であるのに対して上下方向では 2本になっていること(写真では明瞭でないが、原版では明確に分離している)から、本試料は二重配 向をとっていることがわかる。さらに、(c)に対応する赤道面の逆格子図形を、Bradbury 6<sup>5</sup>) の格子定数を用いて描くとFig.2のようになる。この図から(010)面および(130)面がフィ

-40-

ルム面にほぼ平行になるように 二重配向していることがわかる。 また, Fig.1aに対する反射 球は SBであり、赤道反射とし て110と200が強く生じる のに対して、Fig.1 bに対す る反射球はSA であり110と ∩20反射が強く生じることが 良く理解される。このことをさ らに明確にするために、Fig. 1 a および b に 対応する赤道反 射のプロフィールをディフラク トメーター法によって描かせた。 jaht, Fig. Jad Fig. 2のA方向に、Fig.3b はB方向に走査したときの 赤道反射のプロフィールで ある。図より,110と020 および200と130の反射 角度は明らかに異なってお b, (b)では110と020 および200と130反射が 重なってダブルピークを示 すが、(a)では110およ び200反射のシングルビ ークであることが明瞭にわ かる。したがって, Fig. 2からも明らかなように,  $E_t$ の測定に際しては、試 料フィルム面に対し垂直な (110)面および(200) . 面を用いれば、他の(020) および(130)面の影響を



Fig. 2 Equatorial reciprocal lattice for the doubly oriented film of nylon 6 (γ-form) corresponding to Fig. 1c. S<sub>A</sub>, and S<sub>B</sub> are spheres of reflection when the incident beams are in the A-and B-directions, respectively.



Fig. 3 Diffraction profile of the equatorial reflections of nylon  $6(\gamma$ -form). (a) along A-direction and (b) along B-direction of Fig. 2

-41-

受けることなく、純粋にそれらの面 の $E_t$  を測定することができる。し かし, (020) 面は試料フィルム面 にほぼ平行であり、この面に引張り 応力をかけることは不可能であるの で、この面の $E_t$ を測定することは できない。また、(130)面による 反射は弱く、この面の E,をも測定 できなかった。

つぎに、本試料の子午線上の002 反射のDebye-Scherrer 環に 沿った強度分布曲線をFig.4に示 す。この曲線は、試料フィルムの傾斜 角度の増大によるX線照射体積の増大 の効果を補正したものである。この曲 線の半価巾(H°=11.5°)から求め た配向度の実用的標準は, Ⅱ=94% である。

ナイロン6の γ型の結晶構造に関す る報告は、いくつかある5)~10)が、 Bradbury 6<sup>5</sup>)によるものが最も妥 当と考えられる。彼らによると単位胞 は単斜晶系に属すると思われるが、そ の形は斜方で表わすことができる。こ の斜方表示を用いると格子定数は、a=4.82 Å, b=7.82Å, c=16.70Å (鎖軸) であ る。単位胞中を通る分子鎖は2本であり、結晶 の計算密度は、 $\rho_{calc} = 1.1949 / CC である。$  $E_t$  の測定に用いた格子面は(110)面と (200)面である。その反射のプロフィール をFig.5およびFig.6に示す。反射角度は  $CuK\alpha$ 線に対して、それぞれ、2 $\theta$ =21°39′ および 37°19′ であり, 引張応力による20





 $\phi$  : the angle of inclination, which is zero when the chain axis is perpendicular to the incident beam.





Profile of the 110-reflection of nylon 6 ( $\gamma$ -form).



Fig. 6 Profile of the 200-reflection of nylon 6  $(\gamma - form)$ .

-42-

の移動 Δ 2 θ =- 1 ′ に対応する格子ひずみは、 ε = 0.076% および 0.043% である。試料の伸び (ζ)は、荷重後1分の値を用いた。

### 3 実験結果と考察

(110) および(200)の各格子面について得られた応力( $\sigma$ )と格子ひずみ( $\epsilon$ )の関係を Table 1にあげる。これらの $\sigma - \epsilon$ の関係を図示すると、

| (11                       | 0)    | (200                       | )     |
|---------------------------|-------|----------------------------|-------|
| $\sigma$ ( $kg/_{Cm}^2$ ) | E(%)  | $\sigma$ ( kg/ $_{Cm}^2$ ) | ε(%)  |
| 2 0                       | 0.038 | 5 2                        | 0.043 |
| 38                        | 0.053 | 83                         | 0.065 |
| 4 9                       | 0.076 | 105                        | 0.099 |
| 55                        | 0.076 | 138                        | 0.108 |
| 73                        | 0.114 | 141                        | 0.129 |
| 77                        | 0.114 | 156                        | 0.129 |
| 91                        | 0.152 | 196                        | 0.173 |
| 106                       | 0.152 | 200                        | 0.173 |
| 109                       | 0.190 | 208                        | 0.173 |
| 112                       | 0.228 | 230                        | 0.205 |
| 135                       | 0.228 |                            |       |
| 158                       | 0.266 |                            |       |

Table1 Stress-strain relationships for the equatorial lattice planes of the  $\gamma$ -form of nylon 6 at 24± 1°C for(110)and 20±1°C for(200) plane.

Fig.7 および Fig.8 が得られ る。試料にかかる応力は,最大 230kg/cdcであり,それ以上で は試料が切断する。測定点はいず れの場合も原点を通る一直線上に あり,各直線の勾配から結晶弾性 率を求めるとつぎのようになる。 Nylon6( $\gamma$ -form)…

 $(110): E_t = 6.0 \times 10^4 \, kg/c_m^2$  $(24 \pm 1^\circ C)$  $(200): E_t = 11.6 \times 10^4 \, kg/c_m^2$  $(20 \pm 1^\circ C)$ 





Stress-strain curve for the (110) plane of nylon 6 ( $\gamma$ -form).

また、Fig.9に応力と試料の伸 び(く)との関係をも示した。  $\sigma$ -くの直線の勾配から求めた試料 の弾性率はいずれの場合も、 $Y_t$ =2.0×10<sup>4</sup> kg/cm(20 ~ 24°C)である。

ナイロン6の7型の結晶構造は, Bradburyら<sup>5)</sup> によると結晶 学的な単位胞はなく統計的なもの しか存在しない。この統計構造を 彼らの与えた原子座標を用いて図 示するとFig.10のようになる。 この図は(001)面への投影図 であり,水素結合は3.軸方向にあ って、いわゆる"Pleated Sheet"構造を形成している。 そして, これらのシートが b 軸方 向に普通の分散力で積重なってい る。この結晶構造から考えると,  $E_t$ の測定結果は合理的に説明さ れる。すなわち、(200)面に 対する値は、ナイロン6の Etの うちで最も高いが、これは、(2 00)面が水素結合方向と垂直で あるからであり、また、(110) 面に対する E<sub>t</sub> が(200)面の それよりかなり小さいのは、(1 10)面の法線が水素結合方向に 対して約30°ほど傾いているか らである。

つぎに、前章で得られたナイロ ン 6の  $\alpha$ 型の  $E_t$ と本章で得た 7型の  $E_t$ を比較してみよう。



Stress-strain curve for the (200) plane of nylon 6 ( $\gamma$ -form).







Fig. IO Crystal structure of the γ-form of nylon 6 (c-projection). --- : hydrogen bond

-44-

Table 2は  $\alpha$ 型および  $\tau$ 型の  $E_t$ をまと めたものである。真中の欄には測定に用い た格子面の法線と水素結合方向とのなす角 ( $\varphi$ )が示してある。これらの面の水素結 合方向に対する傾きの様子は、Fig.11 の  $\alpha$ 型と  $\tau$ 型の結晶構造の関係図から1目 略然に良くわかる。

Table  $3 \sigma \varphi - E_t \sigma$ 関係を図示すると、 Fig. 1 2 が得られる。図中の実線は、つ ぎの方程式を用いて計算した値である。

 $1 \angle E_{\varphi}^2 =$ 

 $\cos^2 \varphi / E_0^2 + \sin^2 \varphi / E_{90}^2$ ただし、  $E_0$ は水素結合方向、  $E_{90}$  はそ れと直角方向、  $E_{\varphi}$ は水素結合方向と角度  $\varphi$ をなしているときの  $E_t$ の値である。こ の式は光の屈折率ダ円体と同じように弾性 率ダ円体を仮定して導いたものである。こ の場合には、  $E_0=1.1\times1.0^4$  ㎏ / cẩ お よび  $E_{90}=4\times1.0^4$  ㎏ / cẩ として計算 を行なった。実測値は、この曲線の傾向に よく合致している。



Fig. I I Comparison of crystal structures of  $\alpha$ -and  $\gamma$ -forms of nylon 6. --- : hydrogen bond



Fig. 12. Relation between  $E_t$ -value and the angle ( $\varphi$ ) of the normal of lattice plane with the direction of hydrogen bonds.  $\Phi$ :observed, —: calculated from the equation  $1/E_{\Phi}^{2} = \cos^2 \varphi / E_0^2 + \sin^2 \varphi / E_{90}^2$ 

| (hkl)            | Angle between normal to the<br>lattice plane and the | $E_t$ ( $k_{\mathscr{G} / cm^2}$ ) |
|------------------|--|------------------------------------|
|                  | hydrogen bond direction( $arphi$ )                   |                                    |
| r-(200)          | 0 °  | 1 1.6 × 1 0⁴                       |
| α-(200)          | 2 2.5 °  | 7.3 × 1 0⁴                         |
| r - (110)        | 3 1. 5 °   | 6.0×10⁴                            |
| $\alpha - (002)$ | 9 0°   | $4.4 \times 10^4$                  |

Table2  $E_t$  -values for the various equatorial planes of nylon 6.

#### 4. 総 括

ナイロン6の $\gamma$ 型の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )をX線的に測定しつぎの結果を得た。

Nylon 6(7-form) ...(110):  $E_t = 6.0 \times 10^4 \ kg/c_m^2$  (24±1°C) (200):  $E_t = 11.6 \times 10^4 \ kg/c_m^2$  (20±1°C)

Bradburyらによると(200)面は水素結合方向に垂直であり、(110)面はそれより約30°ほど傾いている。したがって、(200)面に対する  $E_t$ 値がNylon 6の $E_t$ の中で最も高く、(110)面の  $E_t$ がそれよりも小さいことは合理的な結果である。

 $\alpha$ 型と $\gamma$ 型の結果を合わせて考えると、 $E_t$ とその面の法線と水素結合方向とのなす角( $\varphi$ )の間には、ほぼ次式が成立つことがわかった。

 $1/E_{\varphi}^{2} = \cos^{2} \varphi / E_{0}^{2} + \sin^{2} \varphi / E_{90}^{2}$ ただし、 $E_{0}$ は水素結合方向、 $E_{90}$ はそれと直角方向、 $E_{\varphi}$ は角度 $\varphi$ をなしているときの $E_{t}$ 値である。この式は、光の屈折率ダ円体と同じように弾性率ダ円体を仮定して導いたものである。

#### 文 献

- 11) 上田重幸,木村富昭 : 高化, 15, 243(1958)
  - 2) 有元平次 : 高化, 19, 212(1962)
  - 3) 太田利彦, 吉崎 修, 長井栄一 : 高化, 20, 225(1963)
  - 4) I.Matsubara, J.M.Magill: Polymer, 7, 199(1966)
  - 5) E.M.Bradbury, L Brown, A.Elliot, D.A.D. Parry : Polymer, <u>6</u>, 465 (1965) ; E.M.Bradbury, A.Elliot : Polymer, 4, 47(1963)
  - 6) 鶴田基弘, 有元平次, 石橋亦史 : 高化, 15, 619(1958)
  - 7) Y. Kinoshita : Makromol. Chem., 33, 1(1959)
  - 8) 太田利彦, 吉崎 修, 長井栄一 : 高化, 20, 225(1963)
  - 9) M. Ogawa, T.Ota, O.Yoshizaki, E. Nagai : J.Polymer Sci., B,<u>1</u>, 57(1963)
- 10) D.C.Vogelsong : J.Polymer Sci., A, 1, 1055(1963)

# 第6章 ナイロン 6.10

#### 1. 緒 言

第4章および第5章においては、ナイロン6の分子鎖軸に直角方向の結晶弾性率の値 ( $E_t$ )を種々の方向について測定し、分子鎖間力の異方性と $E_t$ との関係を調べた。その結果、水素結合方向に近い方向の $E_t$ 、ほど大きくなることが判明した。

ナイロン6.10はナイロン6と非常に良く似た結晶構造をもっており、水素結合は、ナイロン6の場 合と同様、一方向のみに形成している。したがって、このようなポリマーについても前章と同じ結果が 得られるものと期待される。このことを確かめるためにナイロン6.10の種々の方向の E<sub>4</sub> を測定した。

#### 2. 試料ならびに実験方法

ナイロン6.10 の作製は Coff man 6<sup>1</sup>) の方法に準じて行なった。まず、ヘキサメチレンジアミン [H<sub>2</sub>N-(CH<sub>2</sub>)<sub>6</sub>-NH<sub>2</sub>] - セバチン酸[H00C-(CH<sub>2</sub>)<sub>8</sub>-C00H]のナイロン塩を無水エタ ノール中で作成し、ろ別、洗滌、風乾後、減圧封管中で電気炉を用いて210°C 、2時間プレ重合し た。生成したプレポリマー中に窒素気流を通し、水および空気を追い出し、続いて1時間程大気圧下で 加熱した後、減圧下、230~240°C で1時間加熱してナイロン6.10の塊状物を得た。この塊状

ルムとした。原フィルムを熱風炉中100°C で3 倍延伸した後,沸とう水中で4倍まで延伸し,

ポリマーを230°C でメルトプレスして, 原フィ

180°C の熱風炉中で10時間熱処理した。試料 フィルムの厚さは、0.30 mmであった。浮沈法(ベ ンゼンー四塩化炭素系、30°C ±0.1°C で測定) による試料の密度は1.0949/CCであった。この 試料のX線繊維図形をFig.1に示す。図より、本 試料の微結晶の配向度は良いことがわかる。ナイロ ン6.10の結晶構造は Bunnら<sup>2)</sup>によると a型と  $\beta$ 型の2つの変態を有するが $\beta$ 型の反射は常に弱く、 しかも diffuse であるから、 $E_t$  の測定は a型 についてのみ行なった。彼らによると、 a型は三斜 晶系に属し、その格子定数は、a=4.95 Å、b=5.4 Å、c=22.4 Å (鎖軸)、a=4.95 Å, b=76.5°、r=63.5° である。



Fig. 1. X-ray diffraction pattern of nylon 610. X-ray beam is perpendicular to the fiber axis and to the film surface.

-47-

 $E_{l}$ の測定に用いた格子面は、Fig.1のX線図で、 最も強い赤道反射を与える(100)面および(010) (110)面であり、 $CuK\alpha$ 線に対する反射角度は、  $2\theta = 20°7' および24°4' である。これらの反射$ のプロフィールをFig.2に示す。また、引張り応力に $よる2<math>\theta$ の移動  $d2\theta = -1'$ に対応する格子ひずみは  $\varepsilon = 0.082$ および 0.068% である。



Fig. 2 . X-ray diffraction curve of the equatorial reflections of nylon 610.

#### 3. 実験結果と考察

ナイロン6.10の(100)面および(010)(110)面に対する応力(σ)-ひずみ(ε)の 関係をTable 1に示す。

| (100)<br>21±1°C |         | ( 010)(<br>2 0±1                    | <b>110)</b><br>°C |
|-----------------|---------|-------------------------------------|-------------------|
| σ(Kg/cm²)       | ε(%)    | σ ( Kg/ <sub>Cm<sup>2</sup></sub> ) | ε(%)              |
| 50              | 0.0 5 7 | 5 2                                 | 0.136             |
| 86              | 0.123   | 90                                  | 0.204             |
| 119             | 0.164   | <b>9</b> D                          | 0.205             |
| 157             | 0.205   | 125                                 | 0.272             |
| 189             | 0.287   | 162                                 | 0.374             |
| 230             | 0.410   | 163                                 | 0.341             |
|                 |         | 164                                 | 0.374             |
|                 |         | 198                                 | 0.442             |
|                 |         | 235                                 | 0,493             |
|                 |         | 239                                 | 0.477             |
|                 |         | 319                                 | 0.682             |

Table1 Stress-Strain relationships for the equatorial lattice planes of nylon 610.

これらの関係を図示するとFig.3および4がえられる。Fig.3の(100)面に対する $\sigma - \epsilon$ 図 では応力が180G/cn以下のときは、測定点は原点を通る一直線上にあるが応力が180G/cn以上 になるとこの直線から離れてくる。これは、第4章において述べたナイロン6( $\alpha$ 型)の(200)面 に対する $\sigma - \epsilon$ 曲線と同じ現象であり、やはり試料の応力による二重配向化の影響のためと考えられる。

したがって、このような影響のない、この曲線の初期勾配から求めた(100)面の結晶弾性率の値は $E_t = 7.3 \times 10^{4} k_g / c_n^2$ である。

また、Fig.4は、(010) +(110)面の $\sigma - \epsilon$ 図であり、 その曲線の勾配から求めた結晶弾 性率は $E_t = 4.7 \times 10^4 \ kg/cm$ である。また、試料の応力( $\sigma$ ) -伸び( $\zeta$ )の関係は、Fig.3 の左上隅に示してあるが、これよ り、試料の弾性率は、 $Y_t = 2.8 \times$ 104 kg/cmである。すなわち、 Fig. Nylou6.10( $\alpha$ -form) (100):  $E_t = 7.3 \times 10^4 \ Kg/cm$ 

(22±1℃) (010)(110) :

$$E_t = 4.7 \times 10^4 \text{ Kg/cm}$$

また,

 $Y_t = 2.8 \times 10^4 \text{ kg/cm}$ この結果は、ナイロンら10 (  $\alpha$ 型) の結晶構造から良く 説明される。



Fig. 3. Stress-strain curve for the (100)plane of nylon 610 at 21  $\pm 1^{\circ}$ C. Stress-elongation curve for the specimen is shown at the corner of the figer.



Fig. 4. Stress-strain curve for the (010) (110) planes of nylon 610 at  $20\pm1$ °C.

Bunn-Garner<sup>2</sup>) によると, その結晶構造は Fig.5に示す通り であり,水素結合は [100] 方向に のみ存在し,それと直角方向には存 在しない。

したがって,(010)面の法線は, 水素結合に対して垂直である。また, (100)面と(010)面とのなす角 は,66°であるから,(100)面 の法線は,水素結合方向に対して 23°32′傾いている。



Fig. 5 Crystal structure of nylon 610. projection,.....: Hydrogen bond.

さらに、(110)面と(010)面のなす角は、約50°であるから、(110)面の法線は水素結合方向に対して40°傾いている。(100)面の $E_t$ 値はボリエチレンの $E_t$ (4×10<sup>4</sup> kg/cn)よりもかなり大きいが、これは(100)面の法線が水素結合方向に近いからである。また、(010)(110)の $E_t$ がボリエチレンの値に近いがそれより少し大きいのは、(010)面の法線が水素結合方向に対して垂直であり、(110)面の法線が水素結合方向に対して約40°傾いているので、(010)(110)の $E_t$ は、これらの2つの格子面に対する $E_t$ の中間の値を与えるためである。

また、第5章のFig. 12 において、ナイロン6の  $E_t$ の値を、格子面の法線と水素結合方向とのなす角 $\varphi$ に対してプロットすると

 $1 \neq E_{\varphi}^{2} = \cos^{2}\varphi \neq E_{0}^{2} + \sin^{2}\varphi \neq E_{90}^{2}$ 

なる関係が成立ったが, この関 係はナイロン 6.1 0においても 成立つものと思われる。

ただし、この場合には、水素 結合密度はナイロン6の場合よ りも  $\frac{14}{18}$ =0.78倍に低下する ので、 $E_0$ (水素結合方向の $E_t$ 値) もそれだけ小さくなるもの と思われる。 $E_0$ =9.0×10<sup>4</sup> ㎏/cm<sup>4</sup>、 $E_{90}$ =4.0×10<sup>4</sup> ㎏/cm<sup>4</sup>とすると、 $E_t - \varphi$ の関 係は、Fig.6のようになる。



Fig. 6 Relationship between Et-value and the angle ( $\varphi$ ) of the normal of lattice plane with direction of hydrogen bonds for nylon 610.  $\Phi$ : observed, ——: calculated from the equation  $1/E \Phi^2 = \cos^2 \varphi / E_0^2 + \sin^2 \varphi / E_{J_0}^2$ 

-50-

(100)面に対する $E_t$  はこの曲線上に良くのっている。(010)(110)面に対する $E_t$  の値 (4.7×10<sup>4</sup>  $k_g/c_n$ )は(010)の $E_t$ (推定値4×10<sup>4</sup>  $k_g/c_n$ )と(110)の $E_t$ (推定値5.4×10<sup>4</sup>  $k_g/c_n$ )の中間にあるはずだから極めて合理的な結果である。

4. 総 括

ナイロン 6.10の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率を測定し、次の値を得た。

Nylon 6.10

 $(100) \dots E_t = 7.3 \times 10^4 \, kg / c_m^2 \, (21 \pm 1^{\circ} \, C)$ 

 $(010)(110) \cdots E_t = 4.7 \times 10^{4} k_g / c_m^2 (20 \pm 1^{\circ} C)$ 

(100)面の $E_t$ 値はポリエチレンの $E_t$ (4×10 $4g/c_n$ )よりもかなり大きいが、これは(100)面の 法線が水素結合方向に近いからである。また、(010)(110)の $E_t$ がポリエチレンの値に近いがそ れより少し大きいのは、(010)面の法線が水素結合方向に対して垂直であり、(110)面の法線が水 素結合方向に対して約40°傾いているので、(010)(110)の $E_t$ はこれら2つの格子面に対する $E_t$ の中間の値を与えるためである。この結果は、第5章において述べた弾性率ダ円体を仮定して導いた式 を満足するものと思われる。

文

献

 D. D. Coffman, G. J. Berchet, W. R. Peterson, E. W. Spanagel : J. Polymer Sci., 2, 306(1947)

2) C. W. Bunn, E. V. Garner : Proc. Roy. Soc., A, 189, 39(1947)

第7章 ポリビニルアルコール

#### 1. 緒 言

第4章から第6章までは、結晶構造のよくわかったナイロンについて、分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )を測定し、分子鎖間力の強い方向、すなわち、水素結合方向に近い方向の $E_t$  ほど高い値を与えることを示した。本章では、この実験事実に基いて、結晶構造の確定していないポリビニルアルコール(PVA)の種々の方向の $E_t$  値を測定し、これらの値から、逆に、これまでに提出された PVAの結晶構造の妥当性を検討した。

P V A の  $E_t$  値は、すでに、桜田、伊藤、中前<sup>1)</sup> によって報告されているが、これらの値は(200) と(101)面に対するもので、(002)面に対する $E_t$  は測定されていない。したがって、本章では (002)面に対する  $E_t$  を測定すると共に、(200)および(101)面に対する  $E_t$  をも測定し なおした。

また, P V Aは 水溶性高分子であるが, これを 適当に熱処理すると常温の水に不溶性になることはよ く知られた事実である。しかし, 少くとも熱処理をあまり強くほどこさない試料では, 結晶格子中に常 温で水が浸入することを, 田所ら<sup>2)3)</sup>は推定した。また, 宮坂ら<sup>4)</sup>は結晶領域にも水が入り, 絶乾時 を基準にすると, a 軸が0.45%収縮し, c 軸が1.0%拡大することをX線カウンター法により調べた。 そこで,本章では, この事実を確かめると共に, その結果をも結晶構造の判定の材料とした。

2. 試料ならびに実験

2.1 結晶弾性率(E<sub>t</sub>)

原フィルムの作成は、第2章と同じ方法で行なった。この原フィルムを100°Cのシリコン油中で3 倍延伸し、210°Cのシリコン油中で3分間定長熱処理した。その後、ベンゼンで洗滌し、90°Cで1 時間乾燥して試料とした。浮沈法(ベンゼンー四塩化炭素、30±0.1°Cで測定)による密度は1,309 タノCCであった。

 $E_t$ の測定に用いた格子面は、(101)、(200)、(002)の3つの面であり、これらの格子面に 対する反射角度は、桜田ら<sup>5)</sup>の格子定数を用いると、 $CuK\alpha$ 線に対して2 $\theta$ =19°24′、22°44′、 32°25′であり、引張応力による2 $\theta$ の移動 $\Delta 2\theta$ =-1′に対応する格子ひずみは、それぞれ、 $\epsilon$ = 0.085、0.072、0.050%である。

#### 2.2 吸湿の影響

乾式紡糸法による5 デニールの繊維を 180°C で延伸し、220°C で熱処理したものを用いた。 密度は 1.329/CCであった。試料の吸湿量は、R.H.60~70% で平均5.0%であった。この種の 実験においては、乾燥時と水膨潤時における試料の変化に注意しなければならない。

-52-

したがって,繊維間の配列が悪化しないように注意して針金枠に軽く巻き,両端を押えた。測定に用いた格子面は,赤道反射を与える(100),(001),(101),(200),(002)面と子午線反射を与える(020)面を用いた。干渉山の水膨潤による位置の移動は,20にして,±1′の精度で読みとる ことができた。

3. 実験結果

0.8 3.1 結晶弾性率(E<sub>t</sub>) O PVA Fig.  $1\kappa(10\overline{1})$ , (200), (10T) 0.6 (%) 10 10 10 10 (002)の各面に対する応力(の)と 格子ひずみ(€)の関係を示す。  $E_{+} = 9.8 \times 10^{4} \text{ kg/cm}^{2}$ 実測値はいずれも原点を通る1 直線 0.2 0 (25 ± 1°C) 上にのっている。これらの直線の勾配 200 400 から求めた結晶弾性率は、次の通りで 600 0  $\sigma$  (kg/cm<sup>2</sup>) ある。



Fig. I. Stress-strain curves for the equatorial lattice planes of polyvinyl alcohol.

PVA:  $(10\overline{1}) \cdots E_t = 9.8 \times 10^4 \ kg \ cm^2$ 

 $(2 \ 0 \ 0) \cdots E_t = 8.1 \times 10^4 \ kg \ cm^2$ 

 $(002) \cdots E_t = 4.7 \times 10^4 \ kg \ cm^2$ 

 $(10\overline{1})$  および (200) 面に対する値は、既報の値と実験誤差  $(\pm 10\%)$  内で等しい。

3.2 吸湿の影響

(101), (200), (002)面についての測定結果をFig.2に示す。すなわち, (200)面は水



| Lattice plane    | (100) | (200) | (001) | (002) | (101) | (020) |
|------------------|-------|-------|-------|-------|-------|-------|
| Max.expansion(%) | 0     | 0     | 0.26  | 0.30  | 0.17  | 0     |

がわかる。また、赤道面についてみると、(100)(200)面は水膨潤によってほとんど変化しないが、(001)(002)面は水膨潤によって約0.3%拡大する。

#### 4. 考 察

以上の実験事実およびその他の物性からPVAの結晶構造の検討を行なう。

まず, P VAの結晶構造に関する研究を概説する。

1935年にHalleおよびHoffman<sup>6)</sup>はPVAのX線繊維写真をとり11コの赤道反射と4コの層線反射の面間隔を測定し、繊維周期が2.57±0.02Åであることを見出した。このことから、彼らは、PVAの炭素骨格は平面ジグザグ構造をとり、-0H基はすべて鎖の同一側にある構造-すなわち、現在でいうアイソタクチック構造-を提出した。しかし、その単位胞を決定するには至らなかった。

その後、Marvel およびGlass<sup>7)</sup>は、PVA がhead-to-tail構造をもつことを化学的に 確めた。すなわち、PVAが過ヨウ素酸によって酸化されないことから、1.2 ーグリコール単位はもた ないこと、さらに、クロム酸酸化の後アルカリ加水分解すると、アセトンと酢酸を生じることから1.3 -

-54-

ーグリコール結合をもつこと,などからPVAが13ーグリコール構造(head-to-tail)である ことを結論した。

1940年に至って、立入<sup>8)</sup>は、PVAの単位胞の決定を行ない、a=5.5Å、b=2.52Å(繊維軸)、c=7.7Å、 $\beta=89$ °の単斜晶系に属することを報告した。

「同じ頃, Fuller<sup>9)</sup>は、繊維周期が2.5 2±0.0 2 Å であることを確めた。

翌年Mooney<sup>10)</sup>は、詳細な結晶構造解析を行ない、単位胞は擬斜方晶系で、a=7.82Å、b=2.52Å (繊維軸)、c=5.60Å、 $\beta=90$ °;  $\rho_{calc}=$ 

1.3 1  $g/\infty$ ,  $\rho_{obs} = 1.293 g/\infty$ ; 空間群は  $C_{2h}^{2} - P2_{1}/m$  であることを示した。しかし, この 格子定数では(101)と(101)反射が分離しな いので不適当である。さらに,彼は, PVAがアイソ g / f = 0タクチック構造をもつとして構造決定を行なったが, その反射強度の計算値と実測値との一致は必ずしも良 好ではなかった。これは,実際のPVA試料がアタク チックであるのに対して, アイソタクチック構造を仮 定したためと思われる。

Bunn はエチレンとビニルアルコールとの共重合 体が結晶性であること<sup>11)</sup>から, PVAがこれまで考 えられていたようなアイソタクチック構造ではなく, アタクチック構造であることに気付き,これに対する 構造決定を行なった<sup>12)</sup>(Fig. 3(a))。すなわち, 単位胞は単斜晶系に属し,その格子定数は,a=7.81Å,  $b=2.52Å(繊維軸), c=5.51Å, \beta=91°42'$ で,空間群は Mooney の与えたものと同じである。 アタクチック構造を計算する場合,0H基が骨格炭素 のジグザク平面の左右に $\frac{1}{2}$ コずつあるとするいわゆる 平均構造を仮定している。しかし彼は,反射強度の計 算と実測の結果は示していない。

仁田,田口,西牧,関谷<sup>13)</sup> はこの Bunn のモデ ルを検討した結果、(10<u>1</u>)と(101)面の反射 強度が実測値と逆になることを見出した。すなわち、 実測強度は  $I_{10T} > I_{101}$  であるのに対して、Bunn のモデルでは  $I_{10T} < I_{101}$ となる。 この点を考慮





(b) Nitta, Taguchi, Chatani(1957)



(b) Sakurada, Fuchino, Okada (1957)

Fig. 3. Crystal structure models of polyvinyl alcohol (b-projection).

-55-

慮し、仁田、田口、茶谷<sup>14)</sup> は P V A の詳細な結晶構造解析を行なった (Fig. 3(b))。すなわち、 赤道反射の強度をフォトメーターを用いて測定し、この強度をもとにしてフーリェ解析まで行なった。 その結果は次の通りである。単位胞は単斜晶系で、その大きさはa = 7.83Å、b = 2.53Å (繊維軸)、 c = 5.51Å、 $\beta = 92^{\circ}39'$ 、 $\rho_{c,a,1c} = 1.349$ /ccである。

鎖の充てんは、 Bunn のモデルと本質的に変わる所がなく、少しずらしただけのものである。しか し、これによって  $I_{10\overline{1}} > I_{101}$  となり計算と実測反射強度の一致は非常に良好であると報告してい る。

これより以前に、桜田、淵野、岡田<sup>5)</sup>はPVAの単位胞を決定し、a=7.83Å、b=2.52Å( 繊維 軸)、c=5.53Å、 $\beta=93^{\circ}$ (原報では $\beta^*=87^{\circ}$ としているが混乱をさけるため $\beta$ に書き換えた。) の単斜晶系を与えた。その後、彼らは、その詳しい結晶構造を決定し、Bunnのモデルとは全く異なっ た構造を提出した<sup>15)</sup>(Fig. 3(d)。すなわち、Bunn のモデルでは 2本の鎖が向い合って水素結 合をとり、さらに、水素結合がC軸方向に連なった構造であるが、桜田らのモデルでは水素結合が a 軸 方向に連なっている。このモデルに対する反射強度の計算値と実測値との一致も傾向としては比較的よ い。そして、 $I_{107} > I_{101}$ の関係も成立っている。さらに詳しくみると、反射角の小さい所の反射強 度の実測値との一致は仁田らのモデルよりも良好であるが、反射角の大きい所では必ずしも良好でない。

その後,望月<sup>16)</sup>は,延伸熱処理繊維の赤道反射をディフラクトメーターによって走査し、それらの 反射角度から格子定数を決定しつぎの値を得た。ただし、b軸(繊維軸)の長さは(020)反射から求 めている。すなわち、 $a=7.805\pm0.010$ Å, $b=2.533\pm0.001$ Å(繊維軸)、 $c=5.485\pm0.007$ Å,  $\beta=92^{\circ}10'\pm20'$ 。さらに、坪井、望月<sup>17)</sup>はPVAの単結晶の電子線回折図から格子定数を決定 し、 $a=7.81\pm0.02$ Å, $c=5.43\pm0.01$ Å, $\beta=91^{\circ}30'\pm15'$ の単余格子を与えた。しかし、 いずれの報文においても鎖の充てんについてはふれていない。

以上が, PVAの結晶構造に関するこれまでの研究であるが,そのうちで最も信頼性の高いのは,仁田らによって修正されたBunnのモデルと桜田らのモデルの2つである。これらのモデルのどちらが 妥当かはX線の強度データーのみからでは一長一短で判定を下すことは難しい。(完全アタクチックという仮定が成立つかどうかにも疑問点がある。)したがって,それ以外の物理化学的な性質から判断す るのが望ましいものと思われる。

その最も良い判定材料は分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率の値( $E_t$ )である。すなわち, Bunn のモデルと桜田らのモデルでは水素結合の方向が異なるので、それぞれの方向の $E_t$  値からどちらの方 向に水素結合があるかを判定できるからである。前節の測定結果は(200)面が 8.9×10<sup>4</sup> kg/c<sup>d</sup> で(002)面が4.7×10<sup>4</sup> kg/c<sup>d</sup> であって、(002)面の $E_t$ はポリエチレンの $E_t$  に近く、(200) 面の $E_t$  はそれよりもはるかに大きい。すなわち、この結果は、a 軸方向に水素結合があるとする桜田 らのモデルの方が妥当であることを示している。

つぎに、吸湿の結果について検討する。(100)(200)面は水膨潤によってほとんと変化せず、

-56-

(001)(002)面は約0.3%拡大する。いま,水分子が水素結合シートの間に入ると考えると、この結果はやはり,桜田らのモデルの方を指示している。

水素結合の方向を判定するためのもう一つの有力なパラメーターは熱膨脹係数である。Ubbelohde およびその共同研究者達は、ロッシェル塩,<sup>18)</sup> pーニトロアニリン,<sup>19)</sup> 蓚酸およびαーアセチレン・ジ カルボン酸<sup>20)</sup>などの結晶について、あらゆる方向の熱膨脹係数をX線的に測定し、 \*熱膨脹の最も大き い方向は最も短い水素結合の方向と一致する \* ことを確かめた。また、仁田、田口、茶谷<sup>21)</sup>はPVAの種 々の赤道面の熱膨脹係数を測定し、赤道面における熱膨脹ダ円体を得た。この結果を桜田らの構造モデ ル中に示すと、Fig.4のごとくなる。すなわ

ち,熱膨脹係数の最も大きい方向の値は  $\alpha_{33}$ =103×10<sup>-6</sup>,最も小さい方向の値は  $\alpha_{11}$ =34×10<sup>-6</sup>であり、 $\alpha_{33}$  と C 軸とのなす角 は $\phi$ =67°20'である。もし、仁田らによって 修正された Bunnのモデルが正しいとすると、 短い水素結合は C 軸とほぼ 20° 傾いた方向に あるから、 $\alpha_{33}$ もこの方向に近くなければなら ない。ところが、実際には $\phi$ =67°20'である から、このモデルでは説明がつかない。一方、 桜田らのモデルでは、短い水素結合の方向は C



Fig. 4. Thermal expansion of polyvinyl alcohol in (010) plane.

軸に対して155°傾いているからこれも説明できない。しかしながらこの場合には、長い水素結合と短い水素結合との差は小さい(0.1 Å)こと、実測強度と計算強度が広角側で良く一致しないことから考えると、この原子座標を少し修正し、水素結合の長さを逆転してやれば正しいモデルが得られるものと思われる。すなわち、もう一方の水素結合の方が短いとするとこの熱膨脹の結果は非常によく説明される。というのは、この水素結合の方向はC軸と82°の角度をなしており、 $\alpha_{33}$ の方向に近いからである。

以上の結果から判断すれば、 Bunnのモデルよりも桜田らのモデルの方が種々の物性をはるかによ く説明することができ、桜田らのモデルの方が妥当と思われる。したがって、今後は桜田らのモデルを 若干修正し、X線の実測強度と計算強度を合うようにすることが望ましい。

5. 総 括

分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率(E<sub>t</sub>)および吸湿による格子面間隔の広がりを測定し、これ らの結果および熱膨脹係数の値からポリビニルアルコールの結晶構造を検討した。その結果、Bunn のモデルよりも桜田らのモデルの方が妥当であることを結論した。

-57-

- 1) 桜田一郎, 伊藤泰輔, 中前勝彦 : 材料試験, 11, 683(1962)
- 2) 仁田 勇, 関 集三, 田所宏行 : 高化, 13, 45(1956)

文

- 3)田所宏行, 関 集三, 仁田 勇 : 日化, <u>78</u>, 1070(1957)
- 4) 宮坂啓象, 境 敦史, 石川欣造, 前田弘邦 : 第13回高分子討論会(東京)講演集 p673(1964)
- 5) 桜田一郎, 淵野桂六, 岡田 晃 : 化研報告, 23, 78(1950)
- 6) F. Halle, W. Hoffmann : Naturwiss., 45, 770(1935)
- 7) C. S. Marvel, D.B.Glass : J.Am. Chem. Soc., 60, 1045(1938)
- 8) 立入 明 : 日本化学会年会報告(1940)
- 9) Fuller : Chem. Rev., 26, 143(1940)
- 10) R.C.L.Mooney : J.Am. Chem. Soc., 63, 2828(1941)
- 11) C.W.Bunn, H.S.Peiser : Nature, 159, 161(1947)
- 12) C.W.Bunn : Nature, 161, 929(1948)
- 13) 仁田 勇, 田口稲男, 西牧茂雄, 関谷 全 : 繊維科学研究所年報, 8,48(1954)
- 14) 仁田 勇, 田口稲男, 茶谷陽三 : 繊維科学研究所年報, 10, 1(1957)
- 15) 岡田 晃 : 博士論文「ポリアミドおよびポリビニルアルコールに関するX線図的研究」 (1957・5)
- 16) 望月隆仁 : 日化, 81, 15(1960)
- 17) K.Tsuboi, T.Mochizuki : J.Polymer Sci., B,1, 531(1963)
- 18) A.R. Ubbelohde, I. Woodward : Proc. Roy. Soc., A, <u>185</u>, 448 (1946)
- 19) P. J. A. McKeoWn, A. R. Ubbelohde, I. Woodward : Acta Cryst., <u>4</u>, 391(1951)
- 20) K.Gallagher, A.R. Ubbelohde : Acta Cryst., 8, 561(1955)
- 21) 仁田 勇, 田口稲男, 茶谷陽三 : 繊維科学研究所年報 : 9, 16(1956)

# 第8章 ポリエチレンテレフタレート

# およびその共重合物

#### 1. 緒 言

第4章から第7章までは、分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率(E<sub>t</sub>)と水素結合の関係について 議論し、水素結合方向に近いほどすなわち分子鎖間力の強い方向ほどE<sub>t</sub>が高くなることを確かめた。

本章ではこの実験事実を基礎にして,ポリエチレンテレフタレート(PET)の分子鎖間力の強さを 評価した。すなわち,PETはその構造式

$$(-CH_2 - CH_2 - 0 - C - 0 - C)_n$$

からわかるように、分子鎖骨格中にエステル基およびペンゼン核を含んだ比較的複雑な構造を有しており、種々の方向の E, を測定することによってそれらの基の分子鎖間力に及ぼす影響を調べた。

また、PETに少量の第三成分を共重合したときの影響を調べるためにポリエチレンテレフタレート /アジペート(PET/PEA)およびポリエチレンテレフタレート/イソフタレート(PET/PE I)の共重合物についても E, の測定を行ない、PET単独の値と比較検討した。

2. 試料ならびに実験方法

PET, PET/PEAなよびPET/PEIは,東洋レーヨンKK 中央研究所よりチップ状で提供 されたものを用いた。<sup>1)</sup> PET/PEAなよびPET/PEI共重合物は, アジビン酸なよびイソフタ ール酸をそれぞれ 8.3 mol%含んでいる。これらのチップを270°Cでメルトプレスし, 直ちに急冷し て原フィルムを作製した。原フィルムの厚さはPETが0.24mm, PET/PEAが0.55mm, PET /PEIが0.45mmであった。

種々の赤道格子面の $E_t$ を測定するためには、1軸配向フィルムを用いる必要がある。しかるに、 PETフィルムは2重配向をとりやすく、本実験に用いたPETの原フィルム(厚さ0.24 mm)では、 約5倍以上延伸を行なりと2重配向をとることがわかった。また、延伸倍率の低い場合には、一定の配 向を保ったまま高温で熱処理することはできない。したがって、延伸倍率は約4倍程度が適当である。 延伸温度は90°C(共重合物の場合には80°C)が最適であった。熱処理温度は200°C以上でを いと良く結晶化せず熱処理時間は長いほど良い。Zachmannら<sup>2)</sup>によると、PETの230°Cにおけ る結晶化の場合約20分でほとんど結晶化し、2時間でほぼ平衡値に達する。

PETの実験用試料としては、原フィルムを90°Cの熱風炉中で4倍延伸し、230°Cのシリコン油中で2時間熱処理したもの(試料 1)と、75°Cの熱風炉中で6倍延伸し、190°Cのシリコン油中で

-59-

5分間熱処理したもの(試料1)を用いた。試料フィルムの厚さは、それぞれ、0.080 および0.075 このであった。浮沈法(四塩化炭素-メタノール系、30±0.1°Cで測定)による密度は試料1では 1.4138/CC. 試料11では1.389 g/CC であり、これに対応する結晶化度は結晶および非晶の密度を、 それぞれ、 $\rho_{\rm C} = 1.455 g/CC$  および  $\rho_a = 1.335 g/CC とする<sup>3)</sup>と、67.3 および47.1 %にた$ る。試料1および1のX線写真をFig.1および2に示す。



Fig. I. X-ray diffraction patterns of polyethylene terephthalate (a uniaxially oriented film, specimen 1).

- (a) : X-ray beam perpendicular both to the chain axis and to the film surface,
- (b) : X-ray beam parallel to the chain axis.







(c)



Fig. 2 X-ray diffraction patterns of polyethylene terephthalate (a doubly oriented film, specimen 2). (a) : X-ray beam perpendicular both to the fiber axis and to the film surface.

(b) : X-ray beam perpendicular to the fiber axis and parallel to the film surface.

(c) : X-ray beam parallel to the fiber axis.

これらの写真より試料1は1軸配向を試料1は2重配向をとっていることがわかる。また,Fig.20 に対応する赤道面の逆格子図形を描くと,Fig.3のようになる。図より,試料1は(100)面が試 料フィルム面に平行になるように配向しており,(010)面はフィルムの法線と約30°傾いている ことがわかる。Fig.4は,試料1の赤道上の010反射のデバイシェラー環に沿った強度分布曲線で あり,この曲線の半価巾(H°=16.5°)から求めた配向度の実用的標準πは,91%である。試料1 ではπ=93%(H°=13.5°)であった。PET/PEAの実験用試料としては原フィルムを80°C の熱風炉中で3.6倍延伸し,200°Cのシリコン油中で2時間熱処理したものを,PET/PEIの場 合には 80°Cで4倍延伸し,200°Cで3時間熱処理したものを用いた。試料フィルムの厚さはいず れも0.22 maであった。試料の密度は,PET/PEAが1.397,PET/PEIが1.4059/CCであ った。Fig.5にこれらの試料のX線写真を示す。図の写真は、いずれもPET(Fig.1a)とほと









 $\phi$ : the angle of inclination, which is zero when the fiber axis is perpendicular to the rotation plane of the Geiger counter



(a) PET/PEA copolymer film (b) PET/PEI copolymer film Fig. 5 X-ray fiber diffraction patterns of polyethylene terephthalate copolymers.

んど同じであり、微結晶の配向度は良いことがわかる。

PETの結晶構造は、Daubenyら<sup>3</sup>)によると三斜晶系に属し、その格子定数は、a=4.56A、 b=5.94A、c=10.75A、 $\alpha=98.5^{\circ}$ 、 $\beta=118^{\circ}$ 、 $\gamma=112^{\circ}$ である。 $E_t$ の測定に用いた格子面は、赤道上に強い反射を与える(010)(110)、および(100)面である。これら

Fig.  $6 \kappa = 0$  反射角度は、それぞれ、  $2 \theta = 17^{\circ}32'$ 、  $22^{\circ}32'$  および  $25^{\circ}42'$  であって、引張り応力による  $2\theta$ の移動  $d2\theta = -1' \kappa 対応する格子ひずみ$ は、 $\epsilon = 0.094$ 、 0.073 および 0.064多である。  $E_t$  の測定  $\kappa$  用いた格子面は、 P ETの試料 II 以外は、すべて引張り方向  $\kappa$  垂 直な面である。試料 II は、 2重配向をとって いるため(010) 面の測定しかできず、し

の面の CuKa 線に対する反射の走杳図形を



かも、この面は試料フィルム面の法線に対して約30°傾いているので、面の傾きによる応力の補正を 行なう必要がある。この補正係数としては、( $\cos^2 30^\circ - \nu \sin^2 30^\circ$ )を用いた。ただし、 $\nu$ は ポアソン比であり、 $\nu = \frac{1}{3}$ と仮定した。

実験結果と考察

3.1 PET

1 軸配向試料(試料!)について測定した各格子面に対する応力( $\sigma$ ) – ひずみ( $\epsilon$ ) の関係を Table 1に挙げる。また、2 重配向試料(試料 I) で(0 1 0)面について測定した $\sigma - \epsilon$ の関係を Table 2

| (          | (100)  |            | (110) |            | 10)    |
|------------|--------|------------|-------|------------|--------|
| σ (kg/cm²) | ε (%)  | σ (kg/cm²) | ε (%) | σ (kg/cm²) | ε (%)  |
| 44         | 0.096  | 47         | 0.110 | 50         | 0.141  |
| 67         | 0.128  | 69         | 0.207 | 68         | 0.141  |
| 104        | 0. 191 | 109        | 0.292 | 90         | 0. 189 |
| 129        | 0.276  | 133        | 0.353 | 118        | 0.283  |
| 165        | 0.345  | 172        | 0.438 | 132        | 0.321  |
| 192        | 0. 423 | 198        | 0.548 | 153        | 0.358  |
| 225        | 0.531  | 235        | 0.584 | 186        | 0.472  |
| 254        | 0, 500 |            |       | 196        | 0.472  |
| 285        | 0.606  |            |       |            |        |

**Table 1.** Stress-strain relationships for the equatorial lattice planes of polyethylene terephthalate at  $23 \pm 1^{\circ}$ C (Specimen 1, a uniaxially oriented film).

**Table 2.** Stress-strain relationships for the (010) plane of polyethylene terephthalate at 27  $\pm 1^{\circ}$ C. (Specimen 2, a doubly oriented film).  $\sigma = \sigma' (\cos^2 30^{\circ} - \nu \sin^2 30^{\circ})$ , where  $\sigma'$  stress on the specimen,  $\sigma$ : stress on the (010) plane,  $\nu$ : Poisson's ratio of the specimen, taken as 1/3.

| σ' (kg/cm²) | σ (kg/cm²) | ε (%)  |
|-------------|------------|--------|
| 86          | 59         | 0. 123 |
| 129         | 88         | 0.236  |
| 136         | 93         | 0.255  |
| 169         | 115        | 0.283  |
| 192         | 131        | 0. 321 |
| 241         | 164        | 0. 377 |
| 254         | 173        | 0.359  |
| 288         | 196        | 0.405  |
| 329         | 225        | 0.472  |

に示す。この場合には、測定に用いた格子 面の法線が応力方向に対して約30°傾い ているため、格子面にかかる応力としては、 この面の傾きによる補正を行なったものを 用いた(前節参照)。各格子面に対するの ー  $\epsilon$  図を描くと、Fig.7が得られる。測 定点は、いずれも原点を通る一直線上に良 くのっている。Fig.7の(010)面に 対する $\sigma - \epsilon$  図では、2 重配向試料(試料 1)に対する値も同時にプロットしたが、 1軸配向試料(試料1)に対する値と良く 一致しており、面の傾きによる応力補正の 際に用いたポアソン比( $\nu = \frac{1}{3}$ )が妥当 であることを示している。これらの直線の 勾配から求めた  $E_{t}$ の値は、つぎの通りである。







 $\times$  : Specimen 2, a doubly oriented film

PET : 
$$(100) \cdots E_t = 4.7 \times 10^4 \frac{k_g}{cm^2}$$
  
 $(\overline{1}10) \cdots E_t = 3.8 \times 10^4 \frac{k_g}{cm^2}$   
 $(010) \cdots E_t = 4.2 \times 10^4 \frac{k_g}{cm^2}$   $(23 \pm 1^{\circ} \text{ C})$ 

また、試料に対する応力( $\sigma$ ) -伸び( $\zeta$ )の関係を図示すると Fig.8のごとくになる。この場 合には鎖軸方向に応力をかけたと きの $\sigma-\zeta$  図<sup>4</sup>)のように屈曲点は 生じない。これから求めた試料の 弾性率は、 $Y_t = 3.0 \times 10^4 \text{ kg}/\text{ cm}^2$ (試料1) かよび $Y_t = 2.3 \times 10^4 \text{ kg}/\text{ cm}^2$ (試料1)である。試料1 の $Y_t$ が試料1に比べて小さいの は試料1の熱処理条件が悪いため である。



上に得られたPETの $E_t$ 値は,

3.8~4.7×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>であって、ポリエチレン(PE)の  $E_t$ (3.8~4.3×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>) とほぼ 同程度である。したがって、PETの分子鎖間には特に強い結合力は働いていないものと思われる。 Daubeny 6 d PETの結晶構造を決定した論文<sup>3)</sup>の中で、隣接分子鎖中の原子間距離がすべて普通 のvan der Waals距離(最短のもので、C…C=3.80A または3.95A,0…C=3.50A) であり、特に短い距離が存在しないことか6分子鎖間に特に強い力は働いていないと結論しているが、 われわれの  $E_t$ の測定結果もこのことを指示している。このように、分子鎖間力に特に強い力が働いて いないとすると、PETの融点(264°C)が他のaliphaticなポリエステル — たとえば、ポ リエチレンアジベートでは52°C — に比べて非常に高く、分子鎖間に強い水素結合を有するナイロン

66の融点(265°C)に匹敵する理由を説明 しなければならない。この点に関し,Daubeny らは構造単位中の共役系である



の非屈曲性に基くと述べている。

つぎに、各面について得られた $E_t$ について もう少し詳細に検討してみる。Fig.9にPE Tの結晶構造を示す。C軸投影図には、 $E_t$ の 測定に用いた格子面の面間隔の記号が記入して ある。図より明らかたように、ベンゼン核は





-64-

(100)面に平行に重なっており、a軸方向にはペンゼン核同志の. $\pi$ 電子相互作用<sup>3</sup>),5) が、また、 b軸方向にはエステル基による双極子相互作用<sup>5)</sup>が考えられる。(100)面に対する $E_t$ は4.7×104  $kg/c_n^a$ であり、PEの $E_t$ よりも若干高い。したがって、a軸方向には恐らく $\pi$ 電子相互作用が存在す るものと思われる。しかし、(010)面に対する $E_t$ は4.2×104 $kg/c_n^a$ であるから、エステル基に よる双極子相互作用はほとんどないかあっても弱いものと思われる。もっとも(010)面はb軸と垂 直でないから断言できない。

さらに、このような結合力の異方性は、PETの結晶の熱膨脹挙動からも指示される。すなわち、熱 膨脹係数は水素結合など強い分子間力が働いている方向の方が大きい<sup>6)</sup>が、望月ら<sup>7)</sup>の報告によれば、 熱膨脹係数の最大の方向は(100)面の法線の方向とほぼ一致しているから、それと垂直な方向の結 合力が最も大きいことになり、(100)面の $E_t$ が最も大きいことと良く対応している。

3.2 PET/PEA&LUPET/PEI

PET/PEA およびPET/PEIの共重合物中のPET成分の $E_t$ :の測定を行なった。各格子面に対する応力( $\sigma$ )-ひずみ( $\epsilon$ )の関係をTables3 および4に示す。 $\sigma - \epsilon$ の関係および試料の応力( $\sigma$ )-伸び( $\zeta$ )の関係をFigs.10~13 に図示する。これらの図において測定点はPET単独の場合と同様,いずれも原点を通る一直線上にある。それぞれの直線の勾配から求めた結晶格子および試料の弾性率をTable5にまとめて挙げる。

| (100)                         |  | (1                             | [10]   | (0)                             | 10)  |
|-------------------------------|--|--------------------------------|--|---------------------------------|--|
| σ (kg/cm²)                    | ε (%)  | σ (kg/cm²)                     | ε (%)  | σ (kg/cm²)                      | e (%)  |
| 56<br>97<br>134<br>717<br>213 | 0. 129<br>0. 225<br>0. 258<br>0. 354<br>0. 451 | 57<br>107<br>137<br>196<br>216 | 0, 146<br>0, 293<br>0, 329<br>0, 549<br>0, 549 | 71<br>93<br>120<br>170<br>185   | 0. 144<br>0. 192<br>0. 287<br>0. 383<br>0. 431 |
| 257<br>291<br>337             | 0. 580<br>0. 580<br>0. 741                     | 285<br>297<br>375              | 0. 769<br>0. 842<br>0. 988                     | 219<br>269<br>277<br>322<br>370 | 0. 479<br>0. 623<br>0. 671<br>0. 786<br>0. 881 |

**Table 3.** Stress-strain relationships for the equatorial lattice planes of polyethylene terephthalate/adipate copolymer at 20±1°C.



Fig. 1 O. Stress-strain curves for the equatorial planes of PET /PEA copolymer.

| (100)      |        | (11        | .0)    | (010)                   |        |  |
|------------|--------|------------|--------|-------------------------|--------|--|
| σ (kg/cm²) | ε (%)  | σ (kg/cm²) | ε (%)  | σ (kg/cm <sup>2</sup> ) | ε (%)  |  |
| 58         | 0. 128 | 64         | 0. 183 | 63                      | 0. 141 |  |
| 97         | 0.224  | 108        | 0.329  | 106                     | 0.282  |  |
| 137        | 0.320  | 152        | 0.475  | 150                     | 0.376  |  |
| 177        | 0.416  | 197        | 0.584  | 193                     | 0. 517 |  |
| 217        | 0.544  | 241        | 0.694  | 237                     | 0,658  |  |
| 258        | 0.610  | 286        | 0.876  | 281                     | 0.752  |  |
|            |        | 330        | 0.913  | 325                     | 0.846  |  |
|            |        | 375        | 1.059  |                         |        |  |

Table 4. Stress-strain relationships for the equatorial lattice planes of polyethylene terephthalate/isoph-talate copolymer at 20±1°C.









表より明らかなように、PET/PEAに対する Etは、3つの格子面について PET単独の場合とほ とんど等しいが、PET/PEIでは、いずれの面に ついても約10%低い値を示している。このことは、 第2章および第3章で明らかにした実験事実, すなわ ち,ポリビニルアルコールおよびポリエチレンのE. 値は測定格子面の面間隔の微少な広がりと共に低下す ること、およびPET/PEIの赤道面の面間隔が共 重合成分の割合と共に系統的に変化するとの報告<sup>8)</sup>か ら判断すれば、 イソフタレート成分はアジベート成分 に比べて P E Tの結晶格子中に入りやすく、そのこと によって結晶格子が乱され、 $PET/PEIのE_t$ が 低下したものと思われる。このように, FEAが PET

| Table | 5. Lattice $(E_i)$ and specimen   |
|-------|-----------------------------------|
|       | $(Y_t)$ moduli observed for poly- |
|       | ethylene terephthalate and its    |
|       | copolymers.                       |

| -  |  |  |   |
|--|--|--|---|
| (hkl)  | PET  | PET/PEA  | PET/PEI   |
| (100)<br>$E_t$ ( $\overline{1}10$ )<br>(010) | 4.7×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup><br>3.8×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup><br>4.2×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup> | 4.7×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup><br>3.7×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup><br>4.2×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup> | 4.2×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup><br>3.4×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup><br>3. <b>3</b> ×10 <sup>4</sup> kg/cm <sup>2</sup> |
| Y <sub>t</sub>                               | 3.0×10 <sup>4</sup> kg/cm²   | 3.8×104kg/cm <sup>2</sup>  | 3.5×104kg/cm²   |
| $E_t/Y_t$                                    | 1.3~1.6  | 0.98~1.2   | 0.97~1.2  |
| Temp.<br>when<br>measured                    | 23±1°C   | 20±1°C   | 20±1°C  |

の格子中に入り難く、PEIが入り易いのは、それらの構造からも十分納得のいくところである。すな わち,下に示すように,



PEI copolymer.

PETとPEIは非常に良く似た化学構造を有し、しかも構造単位当りの鎖の長さもほとんど等しい。 それに反し、PEAは alipha tic なポリエステルであり構造単位当りの長さも上の2つのものより 少し大きい。

また、上田<sup>10</sup>)は、PET/PEAの結晶化曲線がPETとかなり異なるのに対して、PET/PEI では、PEIの共重合率が0~10%の範囲内でPETとほとんど完全に一致することを認めている。 この事実は、PEA成分はPETの結晶格子中により入り難いため結晶化を大きく妨げるが、PEI成 分は入り易いため結晶化をほとんど妨げないと考えれば容易に理解される。

なお、Table 5の最後の段には、  $E_t / Y_t$  の比を示したが、これらの値はほとんど1に近く、分子鎖軸に対し直角方向の試料の弾性率が結晶のそれに近いことを示している。

4. 総括

ボリエチレンテレフタレート(PET)およびその共重合物 — ボリエチレンテレフタレート/8.3 mol%アジペート(PET/PEA)およびポリエチレンテレフタレート/8.3 mol%イソフタレ ート(PET/PEI) — について分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率(E<sub>t</sub>)を測定した。その 結果、つぎの値を得た。

| PET     | ••• | (100) | : | $E_{t} = 4.7 \times 10^{4} \ kg/cm^{2}$                |
|---------|-----|-------|---|--|
|         |     | (110) | : | $E_t = 3.8 \times 10^4 \ kg/cm^2$                      |
|         |     | (010) | : | $E_{l}$ = 4.2×10 <sup>4</sup> kg/ $c_{m}^{s}$ (23±1°C) |
| РЕТ/РЕА | ••• | (100) | : | $E_t = 4.7 \times 10^4 \ kg/cm^2$                      |
|         |     | (110) | : | $E_t = 3.7 \times 10^4 \ kg/cm^2$                      |
|         |     | (010) | : | $E_t$ = 4.2×104 kg/cm² (20±1°C)                        |
| PET/PEI | ••• | (100) | : | $E_t = 4.2 \times 10^4 \ kg/c_m^2$ .                   |
|         |     | (110) | : | $E_t = 3.4 \times 10^4 \ kg/cm^2$                      |
|         |     | (010) | : | $E_t = 3.8 \times 10^4 \ kg/cm^2$ (20±1°C)             |

PETの値はポリエチレンの $E_t$  (3.8~4.3×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>) とほぼ同程度であり、したがって、 PETの分子鎖間には特に強い結合力は働いていない。しかし、(100)面に対する $E_t$  は他の方向 に比して若干高い。これは恐らくベンゼン核同志の $\pi$ 電子相互作用が働いているためと思われる。また、 共重合物の $E_t$  値をPETと比較すると、PET/PEAではほとんど等しいが、PET/PEI ではいず れの面についても約10%ほど小さくなっている。このことは、イソフタレート成分はアジペート成分 に比べてPETの結晶格子中により入り易いことを示していると思われる。すなわち、PET/PEI の場合には、イソフタレート成分がPETの結晶格子中に入りそれを乱した結果 $E_t$ が低下したものと 思われる。
- 1) 本試料は、下記の10)、11)の文献で用いられた試料の1部と同じものである。
- 2) H.G. Zachmann, G.F. Schmidt : Makromol. Chem., 52, 23(1962)

献

- 3) R. de P. Daubeny, C.W. Bunn, C. J. Brown : Proc. Roy. Soc., A, 226, 531(1954)
- 4) 桜田一郎, 梶 慶輔 : 高化, 26, 817(1969)

文

- 5) R.Bonart : Kolloid Z.u.Z.Polymere, 213, 1 (1966)
- 6) J.M. Robertson, A. R. Ubbelohde : Proc. Roy. Soc. A, <u>170</u>, 222, 241(1939)
  P.J.A. Mckeown, A. R. Ubbelohde, I. Woodward : Acta Cryst. <u>4</u>, 391(1951)
  K. Gallagher, A.R. Ubbelohde, I. Woodward: Acta Cryst. <u>8</u>, 561 (1955)
- 7) 望月隆仁,赤羽健志 : 第12回高分子研究発表会(神戸)講演要旨集, p49(1966)
- 8) S. Morimoto : "Man-made Fibers :science and technology" vol. 3, p66, edited by H.F. Mark, S.M. Atlas and E. Cernia (Interscience Publishers, 1968)
- 9) A. Turner-Jones, C. W. Bunn : Acta Cryst., <u>15</u>, 105(1962)
  10) 上田伸夫 : 高化, 22, 1 (1965)
- 11) 上田伸夫,温品恭彦,横内 澪: 高化, 21, 729(1964)

# 第9章 ポリエチレンオキシド

# 1. 緒 言

桜田、伊藤、中前<sup>1)</sup>は、一般式〔-(CH<sub>2</sub>)<sub>m</sub>-0-]<sub>n</sub> によって表わされるボリエーテルのうち、 m=1のボリオキシメチレン(POM)の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )を測定し、 8.0×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>4</sup>の値を得た。この値はボリエチレンの $E_t$ の約2倍であり、分子鎖間に分散力以外 の何か特別な力が働いていることを示している。この原因が、分子鎖骨格中に酸素原子を有することの みによるのか、あるいは、酸素原子の存在と結晶構造(分子鎖の形態とその充てん)の両方が関係する のかを調べるために、本報告では、一般式のm=2に相当するボリエチレンオキシド(PEO)の $E_t$ を測定した。これらの結果から、POMの分子鎖間に働く力を明らかにすると共に、POMおよびPEO の $E_t$ 値を結晶構造の立場から考察を加えた。

#### 2. 試料ならびに実験方法

京都工芸繊維大学の相宅教授のど好意により提供して戴いたPEOを、メルトプレスして、原フィル ムとした。これを60℃の空気浴中で約10倍延伸し、同温で約30分間定長熱処理を行なった。試 料フィルムの厚さは、約0.05 mmである。浮沈法(アセトンー四塩化炭素系、30±0.1°Cで測定) による試料密度は1.219/02であった。この際、比重の大きい液体で、PE0の適当な非溶剤が得ら れなかったので四塩化炭素を用いたが、これは高温においてPE0を溶解させるので、測定はできるだ けすばやく行なった。Fig.1に、この試料のX線図を示す。X線は、Niロ過した CuKa 線を用い た。図より比較的良好な一軸配向試料であることがわかる。また、この赤道上の最強反射120の Debye-Scherrer環に そった強度分布曲線(Fig.2)の半価巾(H°=14.5°)から求 めた配向度の実用的標準は、 $\Pi=92\%$ である。

PEOの単位胞は、Richard<sup>2)</sup>、Walter-Reding<sup>3)</sup>、Price-Kilb<sup>4)</sup> および田所ら<sup>5)</sup> によって報告されている。田所らによると、単位胞は、a=8.16Å、b=12.99Å、c(繊維軸) = 19.30Å、 $\beta=12.6^{\circ}$ 5′の単斜晶系に属し、 $7_2$ らせんをとる分子鎖が単位胞中を4本通って いる。結晶の計算密度は $\rho_{calc}=1.2349$ /近である。

 $E_t$ の測定に用いた格子面は、赤道方向に最強の反射を与える(120)面である。他の赤道反射については、強度が弱く  $E_t$ の測定に用いることができなかった。120反射の走査図形をFig.3に示す。ビーク位置の反射角度は、2 $\theta$ =19°11′であり、田所らの格子定数から求めた値と良く一致する。 $A 2 \theta$ =-1′に対応する結晶の格子ひずみは、 $\epsilon$ =0.086%である。測定温度は、20±1°Cであり、測定湿度は、RH50~60%であった。

-72-





X-ray beams are (a) perpendicular both to the fiber axis and to the specimen film surface, and (b) pararell to the fiber axis.



Fig. 2. Distribution curve of the intensity of 120-reflection along the Debye-Scherrer ring.  $\phi$ : the angle of inclination, which is zero when the fiber axis is perpendicular to the rotation plane of the Geiger counter.



Fig. 3 X-ray diffraction curve for the 120reflection of polyethylene oxide.

3. 実験結果と考察

PEOの(120)面に対する応力(σ)-ひずみ(ε)の関係を Table 1に示す。この関係を図 示すると、Fig 4が得られる。測定点は、原 点を通る直線上にほぼのっている。この直線の 勾配からPEOの(120)面に対する *E*t を 求めると,つぎのようになる。

 $P \equiv 0$  : (120) ...  $E_t = 4.4 \times 10^4 \ kg / cm^2$ (20±1°C) また,荷重後60秒後におけ る試料の伸びから求めた試料の応力( $\sigma$ )-伸  $び(\zeta) 図をもFig.4 に示した。図より試料$ の弾性率は、 $Y_{t} = 0.6 \times 10^{4} kg/cm^{2}$ である。

PEOの $E_t$ 値は、 $4.4 \times 10$ ・ $k_g/c_m$ であ り, この値は、ポリエチレン(PE)の Et の 値(約4×10・ $k_g/c_m$ )とほぼ等しい。もし,  $E_t$ の値が酸素原子の数のみによって左右され るものとすれば、PEO(ポリエーテルの一般 式において,m=2)の $E_t$ は,もっと大きな 値をとり, POM(加二1)の 生, ( 8.0× 10・ $k_{g/cm}$ )とPE(m= $\infty$ )の $E_t$ との中 間の値をとらなければならない。したがって、 この結果は、結晶構造が ይ 値に大きく関係し ていることを示している。それゆえ、以下、 POMおよびPEOの結晶構造を調べてみる。

Table 1. Stress-strain relationship for (120) of PEO.

 $20 + 1^{\circ} C$ 

| $\sigma$ (kg/cm <sup>2</sup> ) | ε (%)             | $\sigma$ (kg/cm <sup>2</sup> ) | ε (%)              |
|--------------------------------|-------------------|--------------------------------|--------------------|
| 40                             | 0.08 <sub>6</sub> | 81                             | 0.15 <sub>5</sub>  |
| 50                             | 0.09 <sub>5</sub> | 82                             | 0.19 <sub>8</sub>  |
| 70                             | 0.17 <sub>2</sub> | 95                             | 0. 21 <sub>5</sub> |
| 71                             | 0.155             | 96                             | 0.207              |
| 73                             | 0.17 <sub>2</sub> | 102                            | 0. 25 <sub>8</sub> |
| 76                             | 0.14 <sub>6</sub> | 111                            | 0.241              |
| 77                             | 0.164             | î15                            | 0.241              |
| 80                             | 0.18,             | 117                            | 0. 25 <sub>8</sub> |



Fig. 4. Stress-strain curve for the(120)plane of polyethylene oxide at  $20 \pm 1$  °C. Stress-elongation curve for the specimen is shown at the corner.

通常のPOM結晶中における分子鎖は、 $9_5$ らせん $5 \rightarrow 7$ )または $29/16^8$ )らせんをとると報告 されているが,29/16 らせんは事実上 95 らせんと同じである<sup>7)</sup>から,本研究においては, 95 らせ ん構造について議論する。POMの分子構造は、田所ら<sup>6),7)</sup>によると、Fig.5(a)のごとくで あり、らせん軸方向の投影図からわかるように、炭素原子と酸素原子はらせん軸を中心軸にもつ、ほぼ 同一円筒上に存在する。また、その単位胞は、三方晶系に属し単位胞中を1本の分子鎖が通っている。

しかも、各クリスタリットは、右巻きか左巻 きのどちらか一種類の鎖からなりたっている  $n_{b}$ から、1個のクリスタリット中の分子鎖は すべて同じ向きである。以上の結果およびそ の空間群(P31またはP32)から、鎖の 充てん状態を推定すると、Fig.6のように なる。この際、鎖のらせん軸は、単位胞の隅 に存在する結晶学的ならせん軸と一致するが, その軸のまわりの原子位置は空間群からは定 まらない。このらせん軸のまわりの原子位置 は、つぎのようにして推定した。すなわち、 緒言でも述べたように、POMの E, 値は, PEの $E_{t}$  値の約2倍の大きさであるから, 分子鎖間には何か特別な力が働いているもの と考えられる。POMで考えられる分散力以 外の力としては、双極子ー双極子相互作用に よる配向力が存在する。1本の分子鎖内にお ける双極子--双極子相互作用の取扱いは, Read<sup>9)</sup>によって行なわれ、POMが平面 ジグザグよりもらせんを巻く方が安定なのは, この相互作用に基くことを示しているが、分 子鎖間の相互作用については取扱われていな い。しかし、Fig.5(a)の分子構造から 判断すれば、双極子ー双極子相互作用は分子 鎖間にも存在すると考えられる。このような 分子鎖間の相互作用の様子をFig.7に示す。 双極子相互作用が、鎖間で最も多く対称的に 動くためには、Fig.6に示したような原子 配置をとらなければならない。図中の細線は, **双極子--双極子相互作用を示す。**この充てん モデルから考えると、鎖間の双極子相互作用 は,かなり密度が高いから,たとえ一つの相 5作用が弱くとも、結晶全体について考える



Fig. 5. Skeletal models of (a) polyoxymethylene and (b) polyethylene oxide.

● : methylene group, ○ : oxygen atom.



Fig.6. Projection on the (001) plane of the structure of polyoxymethylene for the P3<sub>1</sub>space group. For the P3<sub>2</sub> space group, helices are inverse handed,  $\bullet:C, o:O, --:$  dipole interaction.

とかなり大きな配向力となるはずである。した がって、POMの $E_t$ 値が高いことも合理的に 説明される。また、従来POMの分子鎖は21 らせんのとき、双極子モーメントが交互に逆向 きに配列して安定となるはずなのに、95 らせ んの方が安定であることが疑問とされてきた<sup>10)</sup>。 しかし、このような疑問点は、Fig.6の充て んモデルを考えることによって取除くことがで きる。すなわち、95 らせんの構造は、分子鎖 間の配向力によって安定化されているのである。

つぎに、PEOの結晶構造を調べると、分子 鎖は、Fig.5(b)に示したように、ゆるい 72 らせん構造をとり、らせん軸方向の投影図 からわかるように、外側に炭素原子の、内側に 酸素原子の二重円筒を形成している。<sup>6)</sup> また、 Fig.8は、これらの鎖の充てん状態を示す。 この c軸投影図は、Frankら<sup>11)</sup>による推定 モデルに従って描いたものである。図中の破線 は、 $E_t$  の測定に用いた(120)面を示す。 これらの構造図からわかるように、PE0では 分子鎖間の配向力はほとんど生じ得ない。それ ゆえ、酸素原子を有するにもかかわらず、 $E_t$ の値がPEの $E_t$  値に等しくなることが良く説 明される。

以上のことから、高分子結晶の $E_t$ 値は、その化学構造のみならず、結晶構造の影響を大き く受けることがわかる。



Fig. 7. Dipole interactions between chain molecules of polyoxymethylene.

• : carbon atom, O: oxygen atom — : dipole interaction.



Fig. 8. Projection on the (001) plane of the structure of polyethylene oxide.

● : carbon atom, ○:oxygen atom.

4. 総 括

ポリエチレンオキシド(PEO)の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率を測定し、つぎの結果を 得た。

PEO:  $(120) \cdots E_t = 4.4 \times 10^4 kg/cm^2 (20 \pm 1^{\circ}C)$ 

この値は、ボリエチレンの $E_t$ 値(約4×10<sup>4</sup>  $k_g/c_n^2$ )とほぼ同じ値であり、桜田、伊藤、中前)によって報告されたボリオキシメチレン(POM)の $E_t$ 値(8×10<sup>4</sup>  $k_g/c_n^2$ )の約半分である。これらの結果は、その結晶構造から十分理解される。すなわち、POMでは分子鎖間に双極子-双極子相互作用が存在するが、PEOではそのような相互作用はとりえない。

文 献

1) 桜田一郎, 伊藤泰輔, 中前勝彦 : 高化, 21, 202(1964)

- 2) J.R.Richard : Dissertation Abstracts, 322, 1029(1961)
- 3) E.R.Walter, F.P.Reding : 133rd Natl. Meet. Am. Chem. Soc., 14R (San Francisco, 1958)
- 4) F.P.Price, R.W. Kilb: J. Polymer Sci., 57, 395(1962)
- 5) H. Tadokoro, T.Yasumoto, S. Murahashi, I. Nitta : J. Polymer Sci., 44, 266(1960)
- 6) H. Tadokoro, Y. Chatani, T. Yoshihara, S. Tahara, S. Murahashi
  Makromol. Chem., 73,109(1964)
- 7) T. Uchida, H. Tadokoro : J. Polymer Sci., A-2, 5, 63(1967)
- 8) G. A. Carazzolo : J. Polymer Sci., A, 1, 1573(1963)
- 9) B. E. Read : Trans Faraday Soc., 61, 2140(1965)
- H. Tadokoro, Y. Chatani, M.Kobayashi, T. Yoshihara, S. Murahashi, K. Imada : Repts. Prog. Polymer Phys. Japan, <u>6</u>, 303 (1963); H. Tadokoro, M. Kobayashi, K. Mori, R. Chujo : Repts. Prog Polymer Phys Japan, 8, 45(1965)
- 11) F. J. Balt'a Calleja, I. L. Hay, A. Keller : Kolloid-Z.u. Z. Polymere, 209, 128(1966)

-77-

# 第10章 ポリ四フッ化エチレン

#### 1. 緒 言

これまでは、C, H, O あるいは N 原子を含む種々の高分子について分子鎖軸に対し直角方向の結晶 弾性率(E,)を測定し、それらの値が分子鎖間力とよく対応することを示した。

本章ではボリエチレン(PE:( $-CH_2 - CH_2 - D_n$ )のH原子をすべてF原子で置換したボリ四フ ッ化エチレン(PTFE:( $-CF_2 - CF_2 - D_n$ )の $E_t$ を測定し、分子鎖間力の違いを調べた。

また、PTFEは、常温付近に2つの転移点(19°と30°C)を有するが、19°Cの転移は、 Order-disorder transitionといわれている<sup>1),3),4)</sup>のでこの温度の前後で $E_t$ がどの ように変化するかは興味深い。すなわち、第2,3章および第8章で結晶に乱れが入ると $E_t$ が低下す ることを確めたがPTFEの場合にも、このような関係が成立つかどうかを調べるため、19°C 前後 で $E_t$ を測定した。

試料ならびに実験方法

市販のテトロンフィルム(厚さ0.48mm)を90°C の熱風炉中で5倍に延伸した後90°C でロールをかけて試料とした。ロールをかけた理由は、はじめの延伸によってフィルム中にボイドが入り白濁するので、このボイドを除くためである。

すなわち、フィルムはロールをかけることによって半透明となり、密度(浮沈法,エチレンプロマイ ドー四塩化炭素系、30±0.1°Cで測定)は2.015 g/ccから2.150 g/ccと増大する。この際、 試料長は短縮し正味の延伸倍率は3倍となった。試料フィルムの厚さは、0.20 mmであった。また、こ の試料のX線繊維写真をFig.1に示す。 (a)および(b)は、6°C および22°C における繊維図であ るが、これから明らかに結晶構造が異なっていることがわかる。また、(c)はX線を繊維軸方向に入射し たときの22°C における写真である。

これに相当する逆格子図形をFig.2に示す。すなわち、(110)面がフィルム面に平行に2重配向 していることがわかる。さらに、最強の赤道反射100のDebye - Scherrer環に沿った強度分布 曲線(Fig.3)の半価巾(H°= 18.5°)から求めた配向度の実用的標準は、 $\Pi$ =90%であり、 比較的よい配向を示している。

PTFEの結晶構造は比較的古くから研究されている<sup>1)~5)</sup>が、この結晶は19°と30°C に転移点を有し、少くとも3つの変態が存在する。変態 | は 19°C 以下で、変態 <math> | | t 19°C 20°C eの間で、変態 | t 30°C 以上でそれぞれ安定である。



b) 6°C



(c) 2 2 °C

Fig. I . X-ray diffraction patterns of polytetrafluoroethylene.

 $(a) \quad (b) \ \ : X\text{-ray beam is perpendicular to the chain}$ axis and to the film surface,  $\ (\ c\ )\$  : X-ray beam is parararell to the chain axis.





Fig. 2. Equatorial reciprocal lattice of polytetrafluoroethylene corresponding to Fig. 1(c).

Fig. 3 Distribution curve of the intensity of 100-reflection along Debye-Scherrer ring.  $\phi$  :angle of inclination which is zero on the normal to the fiber axis.

Clark  $b^{2}$ , 4) によると、変態 I は擬六方晶系に属し、0°C で a' = b' = 5.59 Å, c = 16.88Å, r' = 119.3° なる格子定数を有する。鎖は 136 ちせん構造をとっている。変態 I では六方晶 系となり、25°C で a = 5.66 Å, c = 19.50 Å である。また、鎖は 157 ちせん構造に変化する。  $E_t$  は、7±1°C と22±0.5°C の2つの 温度で測定したが、それぞれ変態 I および I の構造をと っている。測定に用いた格子面は(100)面であり、いずれの温度の場合にも、引張応力による2 $\theta$ の移動  $d 2\theta = -1'$ に対応する格子ひずみは、 $CuK\alpha$ 線に対して、 $\epsilon = 0.091$ %である。

3. 実験結果と考察

Table 1 に P T F Eの(100)面に対する応力( $\sigma$ ) - ひずみ( $\epsilon$ )の関係を示す。これらの関係を図示すると、Fig.4のごとくになる。いずれの場合にも測定点は原点を通る一直線上によくのっている。これらの直線の勾配から求めた結晶弾性率の値( $E_t$ )はつぎの通りである。

PTFE

(Mod.])... (100)':  $E_t = 4.1 \times 10^4 \ kg/cm^2$  (  $7 \pm 1^{\circ}$ C)

(Mod. 1) ... (100) :  $E_t = 3.2 \times 10^4 \ k_{g/cm}^2$  (22±0.5°C)

すなわち、 7°C におけるPTFEの  $E_t$  は、ボリエチレン(PE)の $E_t$  値(4×10' kg/cn)と等しい。このことは、両者の分子鎖間力がほぼ等しいことを示している。というのは、PEの  $E_t$  はこ

-80-

Table 1 Stress-strain relationships for the (100) plane of polytetrafluoroethylene

| 7±1               | ٥C    | 22±0.5°℃               |                |  |
|-------------------|-------|------------------------|----------------|--|
| $\sigma(kg/cm^2)$ | ε(%)  | $\sigma$ (kg/ $cm^2$ ) | €(%)           |  |
| 19                | 0.046 | 20                     | 0.046          |  |
| 36                | 0.091 | 29                     | 0.091          |  |
| 53                | 0.124 | 38                     | 0.100          |  |
| 61                | 0.137 | 47                     | 0.155          |  |
| 71                | 0.137 | 55                     | 0. <b>16</b> 4 |  |
| 88                | 0.228 | 63                     | 0.182          |  |
| 96                | 0.251 | 73                     | 0.228          |  |
| <b>1</b> 05       | 0.255 | 80                     | 0.273          |  |
| 113               | 0.273 | 91                     | 0.273          |  |
|                   |       | 98                     | 0.319          |  |

の温度範囲ではほとんど変化しないと考 えられるからである。しかしながら, 22°C における値は、 $E_t = 3.2 \times$ 10· kg/cmであり、7°C における値 より明らかに低下している。これは、 19°C におけるPTFEの転移が、いわ ゆる, order-disorder transition 1), 3),4) であって, 19°C 以上では結晶に乱れが入るためと思われ る。すなわち, 温度が 19°C 付近にな Fig. 4. Stress-strain curves for the (100) plane ると鎖の tortional oscillation の振巾が急激に増大し、分子構 造も136から157らせん構造へと変



of polytetrafiuoroethylene at  $7\pm1^{\circ}$  and  $22\pm0.5^{\circ}$  C. Stress-elongation curves for the specimen are shown at the corners of the figures.

化するが、このような熱振動による乱れのため $E_t$ が低下したものと思われる。さらに、結晶中に乱れ が入ると面間隔は増大する(第2,3章参照)が、(100)面の面間隔は、0°Cで4.88Å,25°C で4.90Åであるから、19°C以上では明らかに面間隔が増大している。

つぎに、PEとPTFEの凝集エネルギー密度(cohesive energy density; CED) について検討する。分子凝集エネルギーの値は著書によって異なり、必ずしも一定の値を与えていない。

-81-

すなわち、Mark<sup>6)</sup> によれば、 $-CH_2 - \hat{\Psi}$ 位当りの分子凝集エネルギーは1000 cal/mol,Hill<sup>7)</sup> によれば $-CH_2 - が 1300 cal/mol, -CF_2 - が 1600 cal/mol, Bunn<sup>8)</sup>によれば<math>-CH_2 -$ が680,  $-CF_2 -$ が760 cal/mol である。さらに、CEDは solubility parameter  $\delta_p (=(CED)^{\frac{1}{2}})$ として与えられることが多いが、この値はPEで 7.7~8.35(cal/cc)<sup>1</sup>/<sub>2</sub>, PTFE で 6.2(cal/cc)<sup>1</sup>/<sub>2</sub> である。<sup>9),10</sup>) これらの値から計算した CEDの値を Table 2に示 す。表よりわかるように、いずれの場合にもPTFEのCEDの方が低いことがわかる。すなわち、E,

Table2 Cohesive energy densities of polyethylene and polytetrafluoroethylene(cal/cc).

| Polymer | Calcu<br>Mol c | lated fro<br>ohesive e | om<br>energy. | Calculated from solubility |
|---------|----------------|------------------------|---------------|----------------------------|
|         | Mark           | Hill                   | Bunn          | parameter. $\delta_p$      |
| ΡE      | 72             | 115                    | 49            | 59 ~ 70                    |
| PTFE    |                | 74                     | 35            | 38                         |

の実測値から判断すれば、これらのCEDの値は、いずれの場合にも 19°C 以上の温度におけるすな わち、変態 I(あるいは I)に対する値であると思われる。なお、緒言において述べた E<sub>t</sub>の推定値か ら判断すれば、Hill の分子凝集エネルギーの値が最も適していると考えられる。

最後に、PTFEの繊維軸に対し直角方向の試料の弾性率( $Y_t$ )の値を検討する。試料の応力( $\sigma$ ) ー 伸び( $\zeta$ )の関係は、Fig.4の左上隅に図示したが、これらの直線の勾配から $Y_t$ 値を求めると、つぎのようになる。

 $Y_t = 0.95 \times 10^4 \text{ Kg/cm^2} (7 \pm 1^{\circ} \text{C})$ 

 $= 0.94 \times 10^{4} \text{ Kg/cm^{2}} (22 \pm 0.5 \circ \text{C})$ 

すなわち、この温度範囲内では  $Y_t$  の値はほとんど変化していない。また、 $E_t / Y_t$ の値は、3.3~4.3 であり、 $E_t$  と  $Y_t$  との差が他のポリマーに比べて大きいのは P T F Eが非常に滑りやすい分子構造を もつ<sup>1)</sup>ことと関係していると思われる。

4. 総 括

ポリ四フッ化エチレン(PTFE)の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率の値( $E_t$ )を測定し、 つぎの値を得た。

PTFE

(Mod. 1)...(100) :  $E_t = 4.1 \times 10^4 \ kg/cm^2$  (  $7 \pm 1^{\circ}$ C)

(Mod. 1)... (100) :  $E_t = 3.2 \times 10^4 \ kg/_{Cm}^2$  (22  $\pm$  0.5°C)

7°C における  $E_t$  の値はポリエチレン(PE)の $E_t$ (4×10hg/cm)と等しく,両者の分子鎖間力はほぼ等しいものと思われる。また、22°C における値はこれよりも少し低いが、これは PTFE が

-82-

19 °C にいわゆる order-disorder transitionを有しており、この乱れのために  $E_t$  が低下したものと考えられる。

また、これまでに報告されている分子凝集エネルギーあるいはsolubility parameterの値 から計算したPTFEの凝集エネルギー密度(CED)は、いずれもPEよりも低く、したがって、そ れらの値はPTFEの 19°C 以上における値と考えられる。

文

# 献

- 1) C. W. Bunn, H. R. Howells : Nature, 174, 549(1954)
- 2) R. H. H. Pierce, Jr., E. S. Clark, J. F. Witney, W. M. D. Bryant
  Abstracts of Papers, 130 th Meeting of Am. Chem.Soc., Atlantic City, N. J., p9S (1956)
- 3) A. Klug, R. E. Franklin : Faraday Soc., Discussion, <u>25</u>, 104 (1958)
- 4) E. S. Clark, L. T. Muus : Z. Kristallogr., 117, 108, 119(1962)
- 5) M. Iwasaki : J. Polymer Sci., A, 1, 1099(1963)
- 6) H. Mark : Ind. Eng. Chem., 34, 1943(1942)
- 7) R. Hill : "Fibers from Synthetic Polymers." p306(1953)
- 8) C. W. Bunn : J. Polymer Sci., 16, 323(1955)
- 9) H. Burrell, B. Immergut : "Polymer Handbook" p. N-364, ed. by J. Brandrup and E. H. Immergut, Interscience Publishers, New York (1966)
- A. V. Tobolsky : "Properties and Structure of Polymers" p. 66, Wiley, New York (1960)

# 第11章 ポリフツ化ビニリデン

#### 1. 緒 言

前章では、ボリ四フッ化エチレン(PTFE)の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )を測定 し、この値がボリエチレン(PE)の $E_t$ 値とほぼ等しいことから両者の分子鎖間力は同じ程度であると 結論した。このことは、上の2つのボリマーがその化学構造から考えて、分子鎖間に分散力以外の力が 働きえないことから考えても合理的な結果である。

しかしながら、H原子とF原子の両方をもつポリマーの場合には、C-HとC-F との間に双極子相互 作用が生じると考えられる。したがって、このようなポリマーでは $E_t$ 値は PE あるいは PTF Eの  $E_t$ 値よりも大きくなるものと予想される。

この予想を確かめるために、PEの半分のH原子をF原子で置換したポリフッ化ビニリデン(PVDF, -(CH<sub>2</sub>-CF<sub>2</sub>-)<sub>n</sub>)について、種々の方向の $E_t$ 値を測定した。また、これらの値を、その結晶構造の 立場からも考察した。

# 2. 試料ならびに実験方法

PVDFには2つの結晶変態( $\alpha$ 型と $\beta$ 型)が存在することが知られている。すなわち,延伸試料を 150°Cで加熱するとほとんど $\beta$ 型のみからなる配向試料が得られ、160°C以上の温度で熱処理する と $\alpha$ 型の結晶が混在してくる。<sup>1</sup>)

本実験では、これら2種類の配向フィルムを用いた。実験用試料は、クレハ化学工業KKで作成されたものを用いた。すなわち、未延伸原フィルムを130~140°Cで5.5倍延伸した試料(試料I)と150°Cで4倍延伸し160°Cで約20分間熱処理した試料(試料I)を用いた。

これらの試料のX線写真をFig.1に示す。これより、試料 I は実際上 $\beta$ 型のみであり、試料 I は  $\alpha$ 



Fig. I. X-ray diffraction patterns of polyvinylidene fluoride.

(a) Specimen 1(β-form), (b) Specimen 2 mixture of α-and β-forms.)

型と $\beta$ 型が混在していることがわかる。浮沈法(プロモホルムークロロホルム系,  $30\pm0.1^{\circ}$ C で測定) による試料の密度は、試料 I が 1.81 g / cc., 試料 I が 1.79g / cc.であった。 微結晶の配向度の実用 的標準の値は試料 I が  $\pi = 96g$  (H° = 7.4°), 試料 I が  $\pi = 95g$  (H° = 9.1°) である。

PVDFの結晶構造に関する報告はいくつかあるが、<sup>1)~4)</sup> α型に対する格子定数はOkuda 6<sup>4)</sup>の 値を用いると、われわれの実測した反射の説明がよくつく。すなわち、α型(単斜晶系): a=9.64Å、 b=4.64Å (鎖軸)、c=5.02Å,  $\beta=91^{\circ}5'$ , 結晶密度 1.899/cc。また  $\beta$ 型については、 Galperin 6<sup>1)</sup>の格子定数がわれわれの実測値を比較的よく説明している。すなわち、 $\beta$ 型(斜方 晶系): a=8.45Å, b=4.88Å, c=2.55Å (鎖軸), 結晶密度 2.019/cc。

 $E_t$ の測定に用いた格子面は、  $\alpha$ 型の(200)面と(301)( $\overline{3}$ 01)面、  $\beta$ 型の(200)(110)面 と(020)面の4つである。  $\alpha$ 型の測定には、試料 Iを、  $\beta$ 型の(200)(110)面は試料 Iと Iを、 (020)面は試料 Iを用いた。試料 I および I の赤道反射のプロフィールを Fig. 2に示す。すなわち、 21°付近の反射は  $\beta$ 型の(200)と

(110)が重なったものである。試料 1では  $\beta$ 型の (200) (110)の上に 少しずれて  $\alpha$ 型の (101) と (101) 反射が重なっている。そのためこの反 射は非対称であり、小角側にすそを引 いている。引張応力による反射角度の 移動  $\Delta 2 \theta = -1'$ に対応する格子ひ ずみ(  $\epsilon$ )は、 $\alpha - (200) が 0.0990$ 多、 $\alpha - (301)$  ( $\overline{3}01$ )が 0.049%、  $\beta - (200)$  (110)が 0.078%,  $\beta - (020) が 0.044\%$  である。測 定はすべて 20°C 前後の室内で行なっ た。





3. 実験結果と考察

Table1, および2にPVDFの  $\alpha$ 型および $\beta$ 型の各格子面に対する応力( $\sigma$ )と格子ひずみ( $\varepsilon$ )の関係を示す。これらの関係を図示するとFig.3および4のごとくになる。これらの実測点は、いずれも原点を通る一直線上によくのっている。直線の勾配より求めた結晶弾性率( $E_t$ )はつぎの通りである。

Table1 Stress-strain relationships for the equatorial lattices of the  $\alpha$ -form of polyvinylidene fluo-ride at  $18\pm1^{\circ}$ C

| (200)  |  | $(301) + (\overline{3}01)$  |   |  |
|--|--|---|---|--|
| $\sigma (kg / cm^2)$                             | ε(%)   | $\sigma (kg/cm^2)$  | ε(%)  |  |
| 7 0<br>1 3 6<br>2 0 1<br>2 6 8<br>3 3 5<br>4 0 2 | 0.181<br>0.269<br>0.364<br>0.478<br>0.592<br>0.781 | 7 0<br>1 3 6<br>2 0 1<br>2 4 6<br>2 9 1<br>3 3 7<br>3 8 5<br>4 3 5<br>4 9 6 | 0.098<br>0.162<br>0.245<br>0.348<br>0.392<br>0.470<br>0.538<br>0.685<br>0.734 |  |

Table2 Stress-strain relationships for the equatorial lattices of the  $\beta$ -form of polyvinylidene fluo-ride.

|   | (110)(2  | 00)  | ₩.   | (02  | 0)   |
|---|--|--|--|--|--|
|   | 2 2±   | 2° C   |  | 2 1 ±  | 1°C  |
| specim  | en l   | specim                                       | ien 🛿  | specir   | nen I  |
| σ(k9∕ <sub>Cm</sub> )                                     | ε(%)   | σ(kg/cm)                                     | ε(%)   | $\sigma(kg/_{Cm}^2)$                               | ε(%)   |
| 7 9<br>1 5 0<br>1 8 8<br>2 2 1<br>2 9 3<br>3 7 4<br>4 4 9 | 0. 1 1 8<br>0. 2 3 5<br>0. 2 5 9<br>0. 3 1 3<br>0. 4 3 1<br>0. 5 8 8<br>0. 7 0 5 | 92<br>160<br>223<br>272<br>334<br>388<br>459 | 0. 1 1 8<br>0. 1 9 6<br>0. 2 7 4<br>0. 3 9 2<br>0. 4 7 0<br>0. 5 4 9<br>0. 6 2 7 | 1 0 8<br>1 7 9<br>2 0 9<br>2 8 3<br>3 1 1<br>3 9 4 | 0. 1 4 3<br>0. 2 3 3<br>0. 2 4 7<br>0. 3 7 8<br>0. 4 4 0<br>0. 5 3 5 |



Fig 3. Stress-strain curves for the equatorial lattice planes of the  $\alpha$ -form of polyvinylidene fluoride.



Fig. 4. Stress-strain curves for the equatorial lattice planes of the  $\beta$ -form of polyvinylidene fluoride.

PVDF:

 $\begin{aligned} \alpha - (200) & \cdots & E_t = 5.4 \times 10^4 \ kg \ / c_m^2 \ (18 \pm 1^{\circ} C) \\ \alpha - (301) \ (\overline{3}01) \cdots & E_t = 7.2 \times 10^4 \ kg \ / c_m^2 \ (18 \pm 1^{\circ} C) \\ \beta - (110) \ (200) \cdots & E_t = 6.5 \times 10^4 \ kg \ / c_m^2 \ (22 \pm 2^{\circ} C) \\ \beta - (020) & \cdots & E_t = 7.5 \times 10^4 \ kg \ / c_m^2 \ (21 \pm 1^{\circ} C) \end{aligned}$ 

ただし、 $\beta$ -(110)(200)の  $E_t$ 値は試料 I と試料 I によって異る が、試料 II は  $\alpha$ 型の(101)と(101) 反射の影響を受けていると思われるの で試料 I の方の値を採用した。 上の  $E_t$ 値はいずれもP E や P T F E の  $E_t$ 値に比べてかなり大きく、 C - H と C - F の間に双極子相互作用が働いて いることを示している。また  $\alpha$ より  $\beta$ の方が大きいのは、この相互作用の密 度が  $\beta$ の方が高いからであろう。 なお、試料の弾性率は、Fig.5に示 すように、試料 I と I で等しく  $Y_t =$ = 2.5 × 10<sup>4</sup> kg/cm<sup>4</sup> である。



Fig 5. Stress-elongation curve for the specimen of polyvinylidene fluoride.

-87-

α型の結晶構造はまだ決定され ていないが,単位胞中の測定格子 面をFig.6に示しておく。この 図で(301)あるいは(301)面 の法線方向に双極子相互作用を強 くとり,(200)面の法線方向に は小さい構造が考えられるべきで ある。



 $\beta$ 型は, Landoら<sup>3)</sup>によって

結晶構造モデルが提出されている Fig 6. Equatorial lattice planes of the a form of polyvinylidene が、これはつぎの点で問題がある fluoride, used for the measurement of moduli. と思われる。Wilson<sup>5)</sup>のNMR測定の結果によると、PVDFは大部分head-to-tail 結合 であるが、5~6%の head-to-head 結合を有している。今、微結晶の鎖軸方向の長さが約100

 $\stackrel{a}{A}$ とする<sup>4)</sup>と、この長さ当り、2 コのhead - to - head 結合を有することになる。そうすると、こ れまで考えていたように F 原子は鎖の片側にのみできるのではなく、主鎖の両側に統計的に等しくでて いることになる。この事実および空間群(Cmmm, C222, Cmm2 あるいは Cm2m)<sup>1)</sup>を考慮 して、 $\beta$ 型の結晶構造を推定すると、Fig. 7 のごとくになる。ただし、この図では、F 原子の立体障 害による平面ジグザグからのずれは無視している。したがって、この図では a 軸方向の F…H 距離の方が b 軸方向のそれよりも短いが、実際にはこのずれのためほぼ同じ距離になるものと思われる。また、a 軸



Fig. 7. Simplified model of Grystal structure for the β-form of polyvinylidene fluoride. ○: ½ F, ○: ½ H, •: C, ---: dipole-dipole interaction.

-88-

方向とb軸方向の双極子相互作用密度は等しいから、(110)(200)の $E_t$ 値が(020)面の $E_t$ 値 より少し低いのは(110)面の法線が双極子相互作用の方向に対して大きく傾いているため、この面の  $E_t$ 値が小さいためと思われる。

#### 4. 総 括

ポリビニリデンフルオライド(PVDF)の2つの結晶変態( $\alpha \ge \beta$ 型)の分子鎖軸に垂直な面内の種  $\alpha$ の結晶弾性率( $E_t$ )を測定し、つぎの結果を得た。

PVDF :

 $lpha - (200) \quad \dots \quad E_t = 5.4 \times 10^4 \ kg \ cm^2$  (  $18 \pm 1^{\circ}$ C )

 $\alpha - (301)(\overline{3}01) \cdots E_t = 7.2 \times 10^4 \ kg / c_m^2 \ (18 \pm 1^{\circ}C)$ 

eta-(110)(201)…  $E_t$  = 6.5×104 kg / $cm^2$  (22±2°C)

 $\beta$ -(020) ....  $E_t = 7.5 \times 10^4 \ kg / c_m^2$  (21±1°C)

これらの値は、ポリエチレンやポリ四フッ化ビニリデンの  $E_t$ 値よりもかなり大きい。これは PVDF では、C-HとC-Fとの間に 双極子相互作用が働くためと考えられる。また、  $\alpha$ より  $\beta$ の方が  $E_t$ 値 が若干大きいのは、この相互作用密度が  $\beta$ の方が高いからと思われる。さらに、結晶構造モデルから各 面に対する  $E_t$ 値を考察した。

#### 文 献

- E.L.Galperin, Y.V. Strogalin, M. P. Mlenik : Vysokomol. Soedin., 7, 933(1965)
- 2) N.I.Makarevich, V.N.Nikitin : Vysokomol. Soedin., 7, 1673(1965)
- 3) J.B.Lando, H.G.Olf, A.Peterlin : J.Polymer Sci., A-1, 4, 941 (1966)
- 4) K. Okuda, T. Yoshida, M. Sugita, M. Asahina : J. Polymer Sci., B,
   <u>5</u>, 465(1967)
- 5) C.W.Wilson, I, : J.Polymer Sci., A, 1, 1305(1963)

第12章 アイソタクチック・ポリブテンー1

#### 1. 緒 言

前章までは,分子鎖間に水素結合や双極子 – 双極子相互作用などの強い力が働くと分子鎖軸に対し直 角方向の結晶弾性率(E,)が増大することを確かめた。

それに対して、分子鎖に側鎖が導入された場合には $E_t$ は低下することが予想される。なぜならば、 側鎖の導入によって分子鎖間距離が拡けられ、有効な引力中心の数が減少すると考えられるからである。 事実、ポリエチレン(PE)の $E_t$ は約4×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>であるが、メチル側鎖の入ったアイソタクチ ック・ポリプロビレン(it-PP)<sup>1)</sup>では $E_t$ は約3×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>と小さくなっている。

本章では、この側鎖の長さの $E_t$  に及ぼす影響をより明確にするために、it-PPと非常によく似た結晶構造をもち、それよりもさらに長い側鎖をもつアイソタクチック・ポリプテン-1(it-PB-1)  $[(-CH_2 - CH - )_n] の E_t$ を測定し、it-PPと比較検討した。

CH2 CH3

### 2. 試料ならびに実験方法

it-PB-1は東洋曹達工業株式会社から提供されたエーテル不容物を用いた。試料の作製には次の 点を考慮した。

すなわち, it-PB-1には少なくとも3つの結晶変態(変態1, 1, 1)が存在する。<sup>2)</sup> このうち, 室温で溶液から作製したものは変態 Ⅱとなるが, これは94~103°C で融解する。変態 1は 90°C 前後から現われ110~115°C で融解し, それ以上の温度では変態1のみとなる。<sup>3)</sup> なお, 変態 Ⅰ

の融点は $126\sim134^{\circ}$ C (平衡融点は $138^{\circ}$ C) である。<sup>4)</sup>変態 | および II は安定であるが II は不安 定で常温に放置すると徐々に変態 | に変化する。こ の転移は 圧力や応力がかかると加速される。<sup>3)</sup>

われわれは、アイソタクチック・ポリプロピレン と結晶構造の非常に良く似た変態1のみの配向フィ ルムを得るために、it-PB-1の四塩化炭素溶液 から得たキャストフィルムを30°Cの空気浴中で 4倍延伸し、110°Cの空気浴中で2時間緊張熱 処理した。熱処理は緊張下で行なっているためこの 温度でも変態1は消失し変態1のみの試料が得られ た。Fig.1にこの試料のX線繊維写真を示す。こ



Fig. 1. X-ray diffraction pattern of isotactic polybutene-1.

れより試料フィルムは変態 | のみで、微結晶の配向度は良好であることがわかる。試料フィルムの厚さ は 0.06 700、密度は浮沈法(食塩 – 水系、 $30\pm0.1^{\circ}$ C で測定) 0.9098 / 000である。

1 t−PB−1の結晶構造は変態 I が菱面体晶系で分子鎖は 31 らせん<sup>5)</sup>構造を,変態 I は正方晶系で 41 らせん<sup>6)</sup> または 11<sub>3</sub> らせん<sup>7)</sup>構造を,変態 IIは斜方晶系をとる。<sup>7)</sup> Nattaら<sup>5)</sup>によると変態 I の格子定数は六方表示を用いると、a=17.7±0.1Å, c=6.50±0.05Å である。結晶領域の計 算密度は  $\rho_c = 0.95 g/cc$ であり、<sup>8)</sup> 無定形領域の密度は  $\rho_a = 0.87 g/cc$ である。<sup>9)</sup> これらの値 から試料の結晶化度を推定すると約51%になる。

 $E_t$ の測定に用いた格子面は変態 | の(110), (300) および(220) の3つの赤道面である。これらの格子面に対する反射のプロフィールをFig.2に示す。各面の反射角度は  $CuK\alpha$ 線に対



Fig. 2 X-ray diffraction curves of the equatorial reflections of isotactic polybutene-1. して、それぞれ、2 $\theta$ =10°0′,17°20′および20°0′である。 引張応力による反射角度の 移動 $d2\theta$ =-1′に対応する各面の格子ひずみは、 $\epsilon$ =0.166,0.095および0.083%である。 また、測定はすべて室温(21±1°C),室内湿度で行なった。

実験結果と考察

it-PB-1(変態1)の(110),(300)および(220)面に対する応力( $\sigma$ )-ひずみ ( $\epsilon$ )の関係をTable1に示す。これらの関係および試料に対する応力( $\sigma$ )-伸び( $\zeta$ )の関係を 図示すると、Fig.3、4のごとくになる。試料の $\sigma$ - $\zeta$ 図では応力が70kg/cm<sup>\*</sup>のところで大きく屈 曲しているが、これはこの応力以上でクリーブが激しくなるためと考えられる。というのは、試料の伸 びが除重後も完全にもどらないからである。それに反して、結晶格子の $\sigma$ - $\epsilon$ 図では測定点はいずれも 原点を通る一直線上によくのっておりこのような屈曲点はみられない。また、試料は、応力が約100

-91-

|                            |   |                      | T                                |                                 |   |
|----------------------------|---|----------------------|----------------------------------|---------------------------------|---|
| (110                       | ))  | (300                 | )                                | (220)                           |   |
| $\sigma (kg/cm^2)$         | ε(%)                                      | $\sigma (kg/cm^2)$   | ε(%)                             | σ (kg / cm²)                    | ε(%)                                      |
| 36<br>54<br>67<br>79<br>92 | 0.166<br>0.249<br>0.332<br>0.415<br>0.498 | 56<br>69<br>81<br>94 | 0.285<br>0.332<br>0.417<br>0.475 | 2 6<br>3 9<br>5 7<br>7 0<br>8 4 | 0.083<br>0.190<br>0.289<br>0.330<br>0.413 |

Table1 Stress-strain( $\sigma - \epsilon$ ) relationships for the equatorial lattice planes of isotactic polybutene-1 at  $21\pm1^{\circ}$ C.

 $k_{9}/c_{n}^{*}$ 付近で切断した。これらの 直線の勾配から求めた各格子面の 結晶弾性率( $E_{t}$ )および試料の 初期弾性率( $Y_{t}$ )は、つぎの通 りである。 it-PB-1(変態1)(110):

 $E_t = 2.0 \times 10^4 \text{ kg/}_{cm}$ 

(220):

 $E_t = 2.0 \times 10^4 \, k_{\rm G} / cm^2$ (300):

 $E_t = 2.0 \times 10^{4} \text{ kg/}_{cm}$  $Y_t = 1.4 \times 10^{4} \text{ Kg/}_{cm}$ 

 $(21 \pm 1 °C)$ 

(110)面と(220)面は等 価な面であるから,両者の $E_t$ 値 が等しいのは当然であり合理的な 結果である。また, $E_t / Y_t$ の比 は1.4であり結晶と試料の弾性率 がかなり近いことを示している。

つぎに、これらの測定結果を結 晶構造から考察する。すなわち、 it-PB-1(変態I)の結晶構 造は、Nattaら<sup>5</sup>によるとFig. 5のごとくであり、この図は、



Fig. 3. Stress-strain curves for the equatorial planes of isotactic polybutene-1.





-92-

(001)面への投影図であって図中の 数字は原子の高さを示している。この図 からわかるように,(110)面および (300)面は異なった向きの面である が,これらの面に対する $E_t$ が同じ値  $2.0 \times 10^{*}$  kg/cm<sup>\*</sup>を与えることから, it-PB-1では分子鎖間力に異方性はな いものと思われる。また,この結果は, 鎖軸方向に応力をかけたときの(220) と(300)面の縮みが等しい<sup>10)</sup>こと からも指示される。



Fig. 5. Projection of the crystal structure of isotactic polybutene-1 on the (001) plane.

つぎに、側鎖のE,に及ぼす影響を検討する。Table 2は、側鎖の長さの異なったポリオレフィン

| Table | e 2  | Εff€ | ect  | οſ  | Sid          | e C | hai | ins | on   | ±t−v  | alue  | s. |
|-------|------|------|------|-----|--------------|-----|-----|-----|------|-------|-------|----|
| P     | ΡΞ:μ | olye | thy  | len | le,          | it- | ΡP  | :is | sota | ctic  | bol?  | 7- |
| p     | rop  | yler | le,j | tF  | PB <b>-1</b> | :i  | so† | tac | tic  | polył | outer | ne |
| -     | -1   |      |      |     |              |     |     |     |      |       |       |    |

| •••••••••••••••••••••••••••••••••••••• | Lattice | $E_t \times 10^{-4}$ | $Y_t \times 10^{-4}$         | Side                             | Density<br>of   |
|--|---------|----------------------|------------------------------|----------------------------------|-----------------|
| Polymer                                | plane   | kg ∕ cm²             | <b>k</b> g ∕ cm <sup>*</sup> | group                            | Crystal<br>g⁄cc |
| PE                                     | (110)   | 4. <sup>3</sup>      |                              |                                  |                 |
| · . *                                  | (200)   | 3.8 } 4              | 2.0                          |                                  | 1.00            |
|  | (020)   | 3.9                  |                              |                                  |                 |
| it—PP                                  | (110)   | 2.9 ] 7              | ΟZ                           | C II                             | 0.0.7.4         |
|  | (040)   | 3.2 J S              | 2.5                          | C H <sub>3</sub>                 | 0.936           |
| it-PB-1                                | (110)   | 2.0 ر                |                              | •                                |                 |
|  | (220)   | 2.0 2                | 1.4                          | -CH <sub>2</sub> CH <sub>3</sub> | 0.95            |
| ·····                                  | (300)   | <sub>2,0</sub> J     |                              | · · · · · ·                      |                 |

の $E_t$ の値を示す。ポリエチレン(PE),<sup>11)</sup> アイソタクチック・ポリプロピレン(it-PP),<sup>1)</sup> およびit-PB-1の $E_t$ の値はそれぞれのポリマーでいずれも径ぼ等しく,分子鎖間力の異方性は見 られない。すなわち、PEでは4×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>, it-PPでは3×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>, it-PB-1では, 2×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>で代表することができる。また、PEには側鎖がなく、it-PPではメチル側鎖.

-93-

it-PB-1ではエチル側鎖を有してお り、側鎖の長さはこの順に長くなってい る。したがって側鎖の長いほど  $E_t$  は低 くなっていることがわかる。これは、側 鎖の長いほど分子鎖間距離が拡げられ、 そのため単位面積当りの有効な引力中心 の数が減少し、単位面積当りの分子鎖間 力が低下するためと考えられる。さらに、 Fig.6に示すよりに、it-PPとit -PB-1とは結晶構造が非常に良く似 ているため、 $E_t$ の差が側鎖の長さによ ることが明白である。また、最後の欄に は各ポリマーの結晶の密度を示したが、  $E_t$  値が必ずしも結晶密度と対応してい ないことに注意すべきである。



Fig. 6 Comparison between packings of it -PB-1 and of it-PP.

4. 総 括

アイソタクチック・ポリプテンー1(it-PB-1)の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ ) をX線的に測定し、つぎの結果を得た。

(110)と(220)面は等価な面であるから両者の $E_t$ 値が等しいのは合理的な結果である。また、 (300)面の $E_t$ もこの(110)および(220)面の $E_t$ と等しいことから、分子鎖間の結合力 の異方性はないものと思われる。

つぎに、it-PB-1の $E_t$ 値(2×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>)を他のボリオレフィン、すなわち、ボリエチレン(PE,  $E_t = 4 \times 10^4 kg/cm^2$ )、アイソタクチック・ボリプロビレン(it-PP,  $E_t = 3 \times 10^4 kg/cm^2$ )の $E_t$ 値と比較すると、側鎖の長さが長い程 $E_t$ 値が低いことがわかる。これは、側鎖の長いほど分子鎖間距離が拡げられ、鎖間の力が弱められるためと考えられる。

-94-

- 1) 桜田一郎, 伊藤泰輔, 中前勝彦 : 高化. 21, 197(1964)
- 2) F.Danusso : Polymer, <u>8</u>, 281(1967) C. Geacintov, R.B. Miles,
  H. J. L. Schuurmans : J. Polymer Sci., C, No. 14, 283(1966) *k* č
- C. Geacintov, R. S. Schotland, R. B. Miles : J. Polymer Sci.,
   C. No. 6, 197(1964)
- 4) F. Danusso, G. Gianotti : Makromol. Chem., 80, 1(1964)
- 5) G. Natta, P. Corradini, I. W. Bassi : Makromol. Chem., <u>21</u>, 240(1956) ; Nuovo Cimento, Suppl., 15, 52(1960)
- 6) G. Natta : Angew. Chem., 68, 393(1956)
- 7) R. L. Miller, V. F. Holland : J. Polymer Sci., C, 2, 519(1964)
- L. Porri, P. Corradini, D. Morero : Rend.Accad.Naz.Lincei
   (8), 20, 560(1956)
- 9) G. Natta, P. Corradini, F. Danusso, E. Mantica, G. Mazzanti,
  G. Moraglio : J. Am. Chem. Soc., <u>77</u>,1708(1955)
- 10) 桜田一郎, 中前勝彦, 梶 慶輔, 和田野 晋 : 高化, 23, 696(1966)
- 11) 桜田一郎。 伊藤泰輔, 中前勝彦 : 材料試験,11 ,683(1962) ; 本論文第3章

# 第13章 アイソタクチック・ポリー4-メチルペンテン-1

#### 1. 緒 言

前章では、側鎖の長いものほど分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )の値は低下することを 確かめた。すなわち、ボリエチレンの $E_t$ 値は約4×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>, アイソタクチック・ボリプロビレ ン(it-PP)が3×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>, アイソタクチック・ボリプテン-1(it-PB-1)が2×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup>であり、側鎖の長さはこの順序に長くなっている。これは、側鎖の長いほど分子鎖間距離が増大 し、そのため分子鎖間力に寄与する有効な引力中心の数が減少するためと思われる。

したがって、もし、側鎖自身の引力中心の数が多ければ、 $E_t$ 値は逆に増大することが期待される。 本章では、このことを確かめるために、it-PB-1(-CH<sub>2</sub>-CH-) $_n$ の側鎖(エチル基)にメチル  $CH_2$ 

Ċн.

基が2コくっついていたアイソタクチック・ポリ-4-メチルペンテン-1(it-P4MP-1) (-CH<sub>2</sub> - CH-)<sub>n</sub> について、 $E_t$ の値を測定し、it-PB-1の値と比較した。 CH<sub>2</sub> CH<sub>3</sub> CH<sub>3</sub>

2. 試料ならびに実験方法

it-P4MP-1 は、阪口博士の御好意により提供された高立体規則性のものを用いた。) 密度は 0.8303 g/cc。原フィルムは、このポリマーをメルトプレスすることによって作製した。試料は、 原フィルムを160°C の熱風炉中で約3倍延伸し、同温で数分間熱処理した後、室温まで徐冷した。 試料フィルムの厚さは約0.1000であった。浮洗法(水-メタノール系、30±0.1°C で測定)によ る試料の密度は、0.8336g/ccであった。また、赤道上の最強反射200による微結晶の配向度の 実用的標準の値は、 $\Pi = 738$  ( $H = 49^\circ$ ) であり、配向度は少し悪い。

it-P4MP-1 の結晶構造は、Nattaら<sup>2).3</sup>)、 Frank 6<sup>4</sup>) および Litt<sup>5</sup>) によって研究 されたが、その格子定数は、Litt の値が最もよくわれわれの決定した格子定数とよく一致する。す なわち、Littの値は、 $a=13.76\pm0.07$  Åの正方晶系であり、結晶の計算密度は 0.8 32 g/CCである。

われわれは、Littとは別に、P4MP-1の格子定数を検討する目的で、原フィルムを160°C で6倍延伸した高度配向試料を作製し、そのX線繊維図形(Fig.1)から各反射の面間隔を測定した。 この場合、標準物質としては石英粉末を用いた。この結果をTable1および2に示す。

-96-



Fig. I X-ray diffraction pattern of isotactic poly-4-methylpentene-1

|     | Preser                      | nt data                     | Lit                         | Frank et $al^{4}$ . |                             |
|-----|-----------------------------|-----------------------------|-----------------------------|---------------------|-----------------------------|
| hK⊥ | $d_{C}(\overset{\circ}{A})$ | $d_{O}(\overset{\circ}{A})$ | $d_{C}(\overset{\circ}{A})$ | ₫ <sub>0</sub> (Å)  | $d_{O}(\overset{\circ}{A})$ |
| 200 | 9.265                       | 9.266                       | 9.25                        | 9.25                | 9.3                         |
| 210 | 8.287                       | (7.9)                       |                             |                     | 8.3 5                       |
| 220 | 6.55 <sub>1</sub>           | 6.544                       | 6.5 4                       | 6.5 0               | 6.6                         |
| 320 | 5.13 <sub>9</sub>           | $(5.21_0)$                  |                             |                     |                             |
| 400 | 4.633                       |                             | 4.6 3                       | 4.60                | 4.65                        |
| 410 | 4.494                       | (4.529)                     |                             |                     | 4.5                         |
| 420 | 4.14 <sub>3</sub>           | 4.15 <sub>1</sub>           | 4.1 4                       | 4.15                | 4.15                        |
| 430 | 3.703                       | 3.706                       | 3.70                        | 3.71 <sub>0</sub>   | 3.12?                       |
| 440 | 3.276                       | 3.31 <sub>7</sub>           | 3.27 <sub>0</sub>           | 3.28 7              | 3.3                         |
| 600 | 3.089                       | 3.097                       | 3.083                       | 3.084               | 3.1                         |
|     |                             |                             |                             |                     |                             |

Table1 Equatorial lattice spacings of isotactic poly-4-methyl pentene-1

| h k l        | d <sub>c</sub> (Å)       | a <sub>o</sub> ( Å ) |
|--------------|--------------------------|----------------------|
| 001          | 1 3. 7 6                 | 1 3. 7               |
| 211          | 7.09 <sub>9</sub>        | 7.11 <sub>2</sub>    |
| 221          | 6.021                    | 5.93 $_{9}^{-}$      |
| 3 <b>1</b> 1 | 5. <b>3</b> 9 1          | 5. 3 6 1             |
| 321          | 4.81 <sub>5</sub>        | 4.809                |
| 411          | 4.27 <sub>2</sub>        | 4.28 <sub>5</sub>    |
| 112          | 6.09 <sub>1</sub>        | 6.09 <sub>2</sub>    |
| 212          | 5.293                    | 5.25 <sub>5</sub>    |
| 222          | 4.744                    | 4.76 <sub>1</sub>    |
| 312          | 4.461                    | 4.469                |
| 322          | 4. 1 1 <sub>7</sub>      | 4.11 <sub>6</sub>    |
| 402          | 3. 8 4 <sub>3</sub>      | 3.84 <sub>7</sub>    |
| 422          | 3.549                    | 3.576                |
| 432          | 3 <b>. 2 6 3</b>         | 3.25 <sub>3</sub>    |
| 113          | 4.329                    | 4.33 <sub>3</sub>    |
| 203          | 4. 1 1 <sub>1</sub>      | 4.09 <sub>8</sub>    |
| 31,3         | 3.61 <sub>2</sub>        | 3.604                |
| 114          | 3. <b>3</b> 2 7 <b>\</b> | 707                  |
| 204          | 3. 2 2 <sub>5</sub> ∫    | 0. 2 /               |
| 115          | 2.693 <b>,</b>           | 2 6 6                |
| 205          | 2.63 <sub>8</sub> J      | 2.00                 |

Table2 Lattice specings for the reflections on the layer lines of isotactic Poly-4-methyl pentene-1

すなわち、赤道の(hk0)面の面間隔は、Frankら<sup>4)</sup>の電子線回折より求めた値や Litt<sup>5)</sup>の実 測値と非常によく一致している。これらの値から逆格子図形を描くことによって格子定数を決定した (Fig.2)。その結果は、

 $a = 18.53 \pm 0.03$ Å,  $c = 13.76 \pm 0.03$ Å

の正方晶系であり、結晶の計算密度は 0.8 2 8 g / ccであった。この格子定数の a の値は Littのも のより少し小さいが、各面の面間隔の実測値との一致の程度はわれわれの方が若干良好である。また、 P4MP-1は結晶領域の密度よりも非晶領域の密度 (0.8 38 g / cc)<sup>6)</sup>の方が高いことで有名であ るが、Griffith および Ranby<sup>6)</sup>は、ディラトメーターによる測定から結晶領域の密度として、 20°C で  $0.8 28 \pm 0.002 g / cc$ の値を与えた。この値は、われわれの格子定数から計算した値と 一致する。したがって、本報告では、われわれの決定した格子定数を用いる。

 $E_t$ の測定に用いることのできる反射は、赤道上の最強反射200のみであった。200反射の走査 図形をFig.3に示す。(200)面に対する反射角度は、2 $\theta$ =9°33'であり、応力による2 $\theta$ の移動  $\Delta 2\theta$ =-1'に対応する格子ひずみは、  $\epsilon$ =0.174%である。測定温度は、25±1°C であった。

-98-





Fig.2 Reciprocal lattice rotation diagram of isotactic poly-4-methylpentenee1



# 実験結果と考察

Table 3 (P4MP-1)(200)面に対する応力( $\sigma$ )と格子ひずみ( $\epsilon$ )との関係を示す。

| σ ( Kg / cm² ) | ε(%)              | σ ( Kg / <sub>Cm</sub> ² ) | ε (%) |
|----------------|-------------------|----------------------------|-------|
| 16             | 0.047             | 7 2                        | 0.240 |
| 18             | 0.044             | 73                         | 0.200 |
| 3 <b>1</b>     | 0.084             | 90                         | 0.305 |
| 37             | 0.131             | 108                        | 0.412 |
| 47             | 0.188             | 126                        | 0.423 |
| 55             | 0. <b>1</b> , 5 7 | 181                        | 0.607 |
| 62             | 0.235             |                            |       |

Table3 Stress-strain relationship for the(200) plane of isotactic poly-4-methyl pentene-1 at 25±1°C この関係を図示すると、Fig.4のごとくになる。応力は約180kg/cm までかけることができた。実 測値は原点を通る一直線上によくのっている。この直線の勾配からit-P4MP-1の(200)面に対す



Fig. 4 Stress-strain curve for the (200) plane of isotactic poly-4-methylpentene-1. Stress-elongation curve for the specimen is shown at the corner of the figure.

る $E_t$ 値を求めるとつぎのようになる。

 $it - P4MP - 1...(200): E_t = 3.0 \times 10^4 kg/cm^2(25 \pm 1^{\circ}C)$ 

この値は1 t-PB-1の  $E_{t}$ , 値(2.0×10<sup>4</sup>  $kg/c_{n}^{2}$ ) に比して大きい。その理由はつぎのように考え られる。すなわち, P4MP-1の側鎖(イソプチル基-CH<sub>2</sub>-CH $< CH_{3}^{CH_{3}}$ )は, PB-1の側鎖 (エチル基-CH<sub>2</sub>-CH<sub>3</sub>)よりも長いが,分岐構造を有しているため有効な引力中心の数がかえって 増大した結果であると思われる。したがって,  $E_{t}$ の値すなわち分子鎖間力は,側鎖の長いほど,分岐 の少ないほど小さくなると言える。

つぎに、Fig.4の左上隅に示した試料の応力( $\sigma$ )と伸び( $\zeta$ )の関係を調べる。この場合も実測 値は原点を通る一直線上にあり、その勾配から求めた試料の繊維軸に対し直角方向の弾性率( $Y_t$ )の 値は、 $Y_t = 1.8 \times 10^4 k_g/c_n^4$ (25±1°C)である。この値は結晶弾性率 $E_t$ に近い値である ( $E_t / Y_t = 1.7$ )。

#### 4. 総 括

アイソタクチック・ポリ - 4 - メチルベンテン - 1(it - P4MP - 1)の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )の値を測定し、つぎの結果を得た。

 $i t - P 4 M P - 1 \cdots (200)$ ;  $E_t = 3.0 \times 10^4 kg/cm^2 (25 \pm 1^{\circ}C)$ 

この値は、前章のアイソタクチック・ポリプテン-1(it-PB-1)の $E_{l}$ 値(2.0×10 $k_{g}/c_{n}$ ) よりも大きい。このことは、P4MP-1の側鎖(イソプチル基)がPB-1の側鎖(エチル基)より

-100 -

も長いにもかかわらず、分岐構造を有するため逆に有効な引力中心の数が増大した結果であると思われる。

文 献

- 1) 阪口文雄, 辻 和一郎, 北丸竜三 : 高化, 24, 318(1967)の文献の試料Gの分別残
   査
- 2) G. Natta, P. Corradini, I. W. Bassi : Rend. Accad. NaZ. Lincei
   (8) 19, 404(1955)
- 3) G. Natta : Angew. Chemie, <u>68</u>, 393(1956)
- 4) F. C. Frank, A. Keller, A. O'Connor : Phil. Mag. W1,4,200(1959)
- 5) M. Litt : J. Polymer Sci., A, 1, 2219(1963)
- 6) J. H. Griffith, Ranby : J. Polymer Sci., 44, 369(1960)

第14章 アイソタクチック・ポリスチレン

#### 1. 緒 言

第12,13章では、側鎖の分子鎖間力に及ぼす影響を検討し、側鎖の長いほど、また、その側鎖の 分岐の少ないほど分子鎖間力が低下することを確かめた。

本章では、この側鎖がベンゼン核である場合、分子鎖間力がどうなるかを検討した。すなわち、側鎖 としてベンゼン核を有するアイソタクチック・ポリスチレン(it-PS, (-CH<sub>2</sub> - CH-)<sub>n</sub>)を試 料とし、その分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )を測定した。

2. 試料ならびに実験方法

it-PSは阪口博士の御好意により提供されたボリマーを用いた。<sup>1)</sup> このボリマーを270°C でメル トプレスし,直に急冷したものを原フィルム(厚さ0.20mm)とした。試料は,この原フィルムを110° Cの熱風炉中で約3.5倍延伸し,150°Cの熱風炉中で約4時間定長熱処理を行なった。浮沈法(食塩 ー水系,30±0.1°Cで測定)による試料の密度は,1.0769/cc.であった。密度法結晶化度は,結 晶および非晶領域の密度を,それぞれ, $\rho_c = 1.1269/cc.^{2}$ , $\rho_a = 1.0509/cc.^{1}$ )とすると、 35.8%になる。本試料のX線写真をFig.1に示す。ここには示さなかったが、X線を繊維軸方向に 入射してとった写真が環状になることから、この試料は1軸配向試料であることがわかる。また、赤道 上の最強反射220のDebye-Scherrer 環に沿った強度分布曲線(Fig.2)の半価幅(H°=



Fig. I X-ray diffraction pattern of isotactic polystyrene.



Fig. 2 Distribution curve of the intensity of 220 reflection along the Debye-Scherrer ring.  $\phi$ : the angle of inclination, which is zero when the chain axis is perpendicular to the rotation plane of Geiger counter.

19.5°)から求めた微結晶の配向度の実用的標準 は、π=89%である。

it-PSの結晶構造は、Nattaら<sup>2)</sup>によると、 三方晶系に属し、その格子定数は六方表示を用い ると、 $a=b=21.9\pm0.1$ Å、 $c=6.65\pm0.05$ Å (鎖軸)である。 $E_t$ の測定の可能な格子面は (220) かよび(110)面であり、 $CuK\alpha$ 線に対するこれらの面の反射角度は、それぞれ、  $2\theta=16°11'$  および 8°4' である。これらの 反射の走査図形をFig.3に示す。応力による反 射角 2 $\theta$ の移動  $\Delta 2\theta = -1'$ に対応する格子ひ ずみは、 $\epsilon = 0.102\%$ および 0.206% である。



Fig. 3. X-ray diffraction curve of the 110 and 220 reflections of isotactic polystyrene.

測定は温度20±1°C,相対湿度(RH)55±5%の室内で行なった。

#### 実験結果と考察

it-PSの(220) および(110) 面について測定した応力( $\sigma$ ) と格子ひずみ( $\epsilon$ )の関係を Table 1にあげる。

| (22                | 0)    | (110)                     |       |  |
|--------------------|-------|---------------------------|-------|--|
| $\sigma (kg/cm^2)$ | ε(%)  | $\sigma$ ( $kg/_{Cm}^2$ ) | E (%) |  |
| 7 0                | 0.133 | 61                        | 0.144 |  |
| 79                 | 0.188 | 7 1                       | 0.206 |  |
| 114                | 0.256 | 93                        | 0.206 |  |
| 135                | 0.375 | 115                       | 0.309 |  |
| 137                | 0.307 | 116                       | 0.309 |  |
| 185                | 0.464 | 1 3 7                     | 0.309 |  |
| 200                | 0.474 | 160                       | 0.412 |  |
| 216                | 0.583 |                           |       |  |
| 221                | 0.529 | ,                         |       |  |
| 256                | 0.614 |                           |       |  |

Table1 Stress-strain relationships for the (220) and (110) Planes of isotactic Polystyrene at  $20 \pm 1^{\circ}$  C.

これらの関係を図示すると、Fig.4のようになる。試料の強度は作製条件によって異なるが、本試料 では応力を約260kg/cnまでかけることができた。(220)面に対する測定点(〇)も(110) 面に対する測定点(●)も共に原点を通る同一直線上によくのっている。この直線の勾配から求めた $E_t$ 値はつぎのようである。

 $it-PS\cdots(220)$  :  $E_t = 4.1 \times 10^4 \ kg/cm^2$ 

(110) :  $E_t = 4.1 \times 10^4 \ kg/cm^2$  (20±1°C)

(220)面と(110)面は等価な面である(Fig.5)から、両者の $E_l$  値が等しいことは合理的



Fig. 4 Stress-strain curve for the (110) and (220) planes of isotactic polystyrene. Stress-elongation curve for the specimen is shown at the corner of the figure.



Fig. 5 Projection of isotactic polystyrene structure on the (001) plane.

な結果である。また、この値はボリエチレン(PE)の $E_{l}$ 値(4×10+ $k_{g/cn}$ )に等しく、側鎖に ベンゼン核が入っても、分子鎖間力はPEとほとんど変化しないことがわかる。この理由はつぎのよう に考えられる。it-ボリブロビレン(3×10+ $k_{g/cn}$ )やit-ボリブテン-1(2×10+ $k_{g/cn}$ )の 場合(第12章)には、側鎖によって鎖が引離されるため有効な引力中心の数が減少し、分子鎖間力が 低下したわけであるが、it-ボリ-4-メチルベンテン-1(3×10+ $k_{g/cn}$ )の場合(第13章)に は、側鎖が分岐しているため有効な引力中心の数が増大し、これよりも短い側鎖をもつit-ボリブテ

ン-1よりも大きな $E_t$ を与えた。し たがって、it-PSでは、鎖が側鎖に よって引離される効果とベンゼン核の もつ有効な引力中心の数による効果が 相殺したため、PEの $E_t$ 値と等しく なったものと考えられる。なか、この 場合には、ベンゼン核の効果として、 隣接鎖間に存在するベンゼン核同志の  $\pi$ 電子相互作用も関与しているかも知 れない。というのは、Fig.6に示す ように、ベンゼン核のメタ位にある炭 素原子間のvan der Waals距離 は3.5 Å であって、<sup>2)</sup> この距離は、普 通の分散力のみが働いているときのC …C=4.0~4.2 Åよりもかなり短か



通の分散力のみが働いているときのC Fig. 6  $\pi$ -electron interaction between benzene rings of adjasant chains in isotactic polystyrene crystal.

く、固体ベンゼンの平行面間距離(3.5Å) に等しいからである。もっとも、この相互作用の方向は、 Fig.6からもわかるように、鎖軸方向に近いから分子鎖間力に及ぼす効果は小さいかも知れない。

また、Fig.4の左上隅に試料の応力と伸び(く)の関係を示したが、この場合にも直線性がよく成立っている。この勾配から試料の繊維軸に対し直角方向の弾性率( $E_t$ )を求めると、 $Y_t = 3.7 \times 10^4$   $kg/cm^2$ (20±1°C)となる。この値は $E_t$ 値と非常に近く( $E_t/Y_t = 1.1$ )、it-PSが滑りの少ない固いポリマーであることを示している。このことは、除重後の試料長が殆んど完全に原点までもどることからも指示される。

#### 4. 総 括

アイソタクチック・ポリスチレン(it-PS)の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )を測定し、つぎの値を得た。

it-PS : (220) ...  $E_t = 4.1 \times 10^4 \ kg/cm^2$ 

 $(110) \cdots E_t = 4.1 \times 10^4 \ kg/cm^2 \ (20 \pm 1^{\circ}C)$ 

この値は、ポリエチレンの $E_t$ 値(4×10<sup>4</sup>  $k_g/c_m^2$ )とほぼ等しく、側鎖にベンゼン核が入っても分子 鎖間力はほとんど変化しないことを示している。これは、ベンゼン核自体の有効な引力中心の数が多い ためか、ベンゼン核同志の $\pi$ 電子相互作用にもよると考えられる。

| 南 |
|---|
|   |
|   |

1) 辻 和一郎, 北丸竜三, 阪口文雄:高化, 2<u>3</u>, 836(1966)の文献の試料番号IPS-6

2) G. Natta, P. Corradini, I. W. Bassi : Nuovo Cimento Suppl., <u>15</u>, 68(1960)

3) E. G. Cox : Proc. Roy. Soc., A, <u>135</u>, 491(1932)
第15章 ポリイソブチレンオキシド

## 緒 言

これまでの章で、分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )が分子鎖間力と密接に関係し、結合力の強い方向ほど高い $E_t$ 値が得られることを確めてきた。そしてこの $E_t$ 値は結晶構造を考える上で極めて有用なバラメーターであることも強調してきた。

本章では、このしめくくりとして、分子鎖軸方向の結晶弾性率( $E_{\ell}$ ) — この値は主として分子鎖の形態に関係することが、桜田、温品、伊藤、中前<sup>1)~5)</sup> によって確められてきた — および分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )が結晶構造の正否を判定する上でどれだけ重要であるかを実際に示したい。すなわち、ある結晶構造が提出された場合、そのモデルが $E_\ell$ および $E_t$ の値を説明しうるものでなければ正しいとはいえない。

この例として結晶構造がまだ決定されていないボリイソブチレンオキシド(PIBO)を用いる。とい うのは、PIBOはこれまで平面ジグザグ構造をとると仮定されてきた<sup>6)</sup>が、後に示す $E_\ell$ 値から考え るとこのモデルでは説明できないからである。すなわち、 $E_\ell$ の実測値は33×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup> であるが、 もし、PIBOが平面ジグザ**グ**構造をとるとすると、約140×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>2</sup> とならなければならないからで ある。

したがって、まず第1節でその正確な結晶構造を決定し、第2節で $E_{\ell}$ の実測値とこの構造モデルに よる計算値との比較を、第3節で鎖軸に対して垂直な面内での種々の方向の $E_{t}$ 値を実測し、それらの 値と結晶構造との関係を述べる。

第1節 ポリイソブチレンオキシドの結晶構造

1.1 緒 1

ボリイソプチレンオキシド(PIBO)の結晶構造は、広野、倉賀野、和才、三枝および古川<sup>6)</sup>によってはじめて解析が試みられた。彼らは、X線繊維写真において、赤道上の反射角が17°附近( $CuK\alpha$ 線に対して)の非常に強い反射が1本であるとみなして単位胞を決定し、a=6.1Å、b=9.8Å、c=7.0Å(鎖軸)の斜方晶系を与えた。しかしながら、われわれの用いた試料ではこの赤道反射は明らかに2つに分離している。したがって、広野らの与えた単位胞は誤りであると考えられる。さらに、彼らは繊維周期の値が7.0ÅであることからPIBOがほぼ平面ジグザグ鎖であると述べているが、これも、結晶弾性率( $E_{\rho}$ )の値から考えて疑わしい。

また,われわれがPIBQの単位胞を決定したのと同じ頃,相宅,山崎,高木,藤井および増田<sup>り</sup>は, 独立に,PIBOの単結晶を作成し,その電子線回折およびX線回折による研究を行なった結果,上記の 反射はやはり2つに分離していることを確認し,われわれの決定した単位胞と本質的に一致した単位胞

-107-

を与えた。すなわち、a=5.39Å、b=10.41Å、c=7.12Å(X線回折)あるいはa=5.36Å、b=10.4Å (電子線回折)の斜方晶系であるとした。しかしながら、彼らの格子定数の大きさの精度は余り良くなかった。

したがって、本研究では、PIB0の単位胞の正確な格子定数およびその結晶構造を決定する。

1.2 試料ならびに実験

PI B 0 は京都工芸繊維大学の相宅省吾教授の御好意により提供されたものを用いた。

これを200°C でメルトプレスした後、急冷して原フィルムを作成した。無配向試料としては、この原フィルムをそのまま175°Cの熱風炉中で約5分間熱処理したものを用いた。また配向試料は、原フィルムを 175°C の熱風炉中で約5倍延伸した後、同温で4分間熱処理することによって作成した。試料の密度は浮沈法(食塩-水系30°±0.1°C で測定)で、1.040*9*/ $\alpha$ Cであった。X線写真は必要に応じて、平板カメラ(カメラ距離40.0 mm) および円筒カメラ(カメラ距離50.0 mm)を用いて撮影した。標準物質としては、石英粉末を用いた。格子面間隔は、この石英の明瞭な4本の回折リングを基準にすることによって、十分精確に決定することができた。また、繊維周期の決定に際しては、各層線の反射にPolanyiの層線式を適用した。反射強度の測定は、円筒状に切った無配向試料を用いて、Geiger-Mullerカウンター付きのディフラクトメーターで直接測定した。<sup>8)</sup> X線はすべて $N_i$  □ 過した  $CuK\alpha$ 線を使用した。

構造因子あるいは強度の計算に際しては、多重度、角度因子(偏光因子およびLorentz因子), 温度因子を考慮した。温度因子は、B=8.0 Å とした。吸収因子の補正は行なわなかった。原子構造因 子はInternational Tables for X-ray Crystallography vol. II(1968) の値を用いた。計算には、京都大学電子計算機KDC-IIを使用した。

## 1.3 単位胞および空間群の決定

PIBOの展型的なX線繊維写真をFig.1に 示す。この図からわかるように、反射角が 17° 付近の強い赤道反射は明らかに 2本に分離してい る。さらにはっきりさせるために、これらの反射 のプロフィールをディフラクトメーターで描かす と、Fig 2のようになる。この 2つの反射の隔 りは 20 にして約1° である。X線写真およびデ ィフラクトメーターによって求めた格子面間隔か ら、まず、赤道面のみについて検討すると、0層 線面の単位逆格子( a\* b\*)は広野らの与えた



Fig. I. X-ray diffraction pattern of polyisobutylene oxide.

-108-



Fig. 2. Profile of the equatorial reflections of polyisobutylene oxide.

ものとは全く異った長方形となる。

この赤道面の逆格子をもとにして,層線反射に ついても検討を行なった結果,単位胞は斜方晶系 に属することが明らかになった。最終的に得られ た逆格子図形はFig 3のごとくになる。これよ り単位胞の大きさを求めると,



Fig. 3. Reciprocal lattice rotation diagram of polyisobutylene oxide.

a=10.76Å, b=5.76Å,  $c=7.00\pm0.03Å$ となる。単位胞中に4コのモノマー単位が入っている と仮定して計算した結晶の密度は1.1049/ccであり、実測値1.0409/ccと良く一致している。\* h=2n+10(h00), k=2n+10(Ok0),  $\ell=2n+10(OO\ell)$ 反射が系統的に欠けているこ とから、空間群は P212121-D<sup>4</sup> と決定される。この空間群は PIB0と化学構造のよく似たアイ ソタクチックーポリプロピレンオキシド<sup>9)</sup> およびポリー trans -2 - プテンオ キシド<sup>10)</sup>の空間群と 一致する。

1.4 分子鎖形態

PIBOの繊維周期の実測値は、7.00Åであるのに対し完全伸長鎖を仮定したときの計算値は、7.18Å(C-C=1.54Å、C-O=1.43Å、 $\angle$ COC= $\angle$ CCO=109°28′)であるから、分子鎖は、約2.5%短縮していることになる。

\*密度の実測値は、計算値より約10%低いのが普通である。

さて、一般に分子鎖形態を決定しようとすると、 結合長( $\gamma$ ),結合角( $\phi$ )なよび内部回転角( $\tau$ )を知 る必要がある。いま、結合長としては、C-C=1.54 Å, C-O=1.43Å,結合角は、すべて正四面体角 (109°28')を用いることにすると、問題は内部 回転角ということになる。



Fig. 4. Bond angles and Internal rotation angles of polyisobutylene oxide.

(1)

(2)

(3)

内部回転角には Fig 4 に示すごとく、  $\tau_{12}$ ,  $\tau_{25}$ ,  $\tau_{51}$  の 3つがある。しかるに 宮沢<sup>11)</sup> によれば、内

部座標 ( $\gamma$ ,  $\phi$ ,  $\tau$ ) とらせんパラメータ (d,  $\rho$ ,  $\theta$ )の間には、つぎの関係が存在する。

 $\pm \cos(\theta/2)$ 

$$= \cos(+\tau_{12}/2 + \tau_{25}/2 + \tau_{51}/2)$$

$$\sin(\phi_1/2)\sin(\phi_2/2)\sin(\phi_5/2)$$

$$-\cos(-\tau_{12}/2 + \tau_{25}/2 + \tau_{51}/2)\cos(\phi_1/2)\cos(\phi_2/2)\sin(\phi_5/2)$$

$$-\cos(+\tau_{12}/2 - \tau_{25}/2 + \tau_{51}/2)\sin(\phi_1/2)\cos(\phi_2/2)\cos(\phi_5/2)$$

$$-\cos(+\tau_{12}/2 + \tau_{25}/2 - \tau_{51}/2)\cos(\phi_1/2)\sin(\phi_2/2)\cos(\phi_5/2)$$

 $\pm dsin\theta$ 

$$= (+\tau_{12} + \tau_{25} + \tau_{51}) \sin (+\tau_{12}/2 + \tau_{25}/2 + \tau_{51}/2)$$

$$\sin (\phi_1/2) \sin (\phi_2/2) \sin (\phi_5/2)$$

$$- (\tau_{12} + \tau_{25} + \tau_{51}) \sin (-\tau_{12}/2 + \tau_{25}/2 + \tau_{51}/2)$$

$$\cos (\phi_1/2) \cos (\phi_2/2) \sin (\phi_5/2)$$

$$- (\tau_{12} - \tau_{25} + \tau_{51}) \sin (+\tau_{12}/2 - \tau_{25}/2 + \tau_{51}/2)$$

$$\sin (\phi_1/2) \sin (\phi_2/2) \cos (\phi_5/2)$$

$$- (\tau_{12} + \tau_{25} - \tau_{51}) \sin (+\tau_{12}/2 + \tau_{25}/2 - \tau_{51}/2)$$

$$\cos (\phi_1/2) \cos (\phi_2/2) \cos (\phi_5/2)$$

ただし,繊維周期が tの mn らせんの鎖では,

 $d = t/m, \ \theta = 2n \pi/m$ 

の関係がある。 PIBOの繊維周期は、700Åであり、分子鎖は、21らせん構造をとると考えられるから、内部回転角 $\tau$ のうち、1つが定まれば、(1)(2)(3)式より、他の2つの内部回転角は計算で求まる。

ところが C - O 結合のまわりの回転は、C - C 結合のまわりの回転に比べてはるかに起りやすいこ  $2^{(2)}$  および P I B O と類似したポリプロピレンオキシド (PPO) (-CH<sub>2</sub> - C H (CH<sub>3</sub>) - O - )<sub>n</sub> の結晶構造において、 $\tau$  (OCCO)が 180°C のときに、実測強度が良く説明されること<sup>9)</sup>から、P I B O の内部回転角 $\tau_{12}$  (OCCO)は 180°C と仮定するのが妥当である。 $\tau_{12}$ をこのように仮定すると、他の2

-110-

っの内部回転角は(1)(2)(3)式より、 $\tau_{25} = 207$ °,  $\tau_{51} = 153$ °と決定される。

これらの内部座標を用いて、各骨格炭素原子のらせんパラメーターを求めると、 Table1のように なる。

Table1 Internal coordinates and helical parameters of PIBO chain

| Internal            | coordinates | Helical           | parameters               |
|---------------------|-------------|-------------------|--------------------------|
| с — с               | 1. 54 Å     | d <sub>12</sub>   | 1. 1 66 Å                |
| c -0                | 1. 4 3 Å    | $d_{25} = d_{51}$ | 1.167Å                   |
| ∠ <sup>00</sup> ک   | 10.99.281   | $ ho_1= ho_2$     | 0.503Å                   |
| CC0 <sup>5</sup>    | .0,20       | $ ho_5$           | 0.555Å                   |
| $	au_{12}$ (OCC'O)  | 180°        | $	heta_{12}$      | <b>1</b> 80°             |
| $	au_{25}$ (CC'OC)  | 153°        | $\theta_{25}$     | <b>257</b> °             |
| $	au_{51}$ (C'OCC') | 207°        | <b>H</b> 51       | <b>1</b> 03 <sup>°</sup> |

つぎに、メチル側鎖のらせんパラメーターを求めよう。 Fig.5に 示すごとく、C2を原点とし O5 C2上に 2軸を、 $\triangle$  O5 C2 C1の面内に 2 軸を、それらに垂直に y軸をもつ座標系を考え、この座標系でメチ ル基の座標(x,y,z)を決定する。

つぎに、この座標系の z軸が、らせん軸と平行になるように座標の 回転を行なう。すなわち、まず、z軸のまわりに角 $\alpha$ 、その後、y軸 のまわりに角 $\beta$ だけ回転させる。このようにして得られた新たな座標 系で表わされたメチル基の座標(X,Y,Z)から、そのらせんパラメ ーターを求めることができる。ここで、座標系(x,y,z) および (X,Y,Z)の間には、つぎの変換式が成立する。

$$X = A_{\beta} A_{\alpha} x$$

(4)

ただし,

$$\mathbf{X} = \begin{bmatrix} X \\ Y \\ Z \end{bmatrix} \quad , \quad \mathbf{x} = \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \end{bmatrix} \tag{5}$$

また、 $A_{\alpha}$ ,  $A_{\beta}$ は、それぞれ、z軸、y軸を中心に、角 $\alpha$ 、 $\beta$ だけ座標系を回転させるときの変換マトリクスであり、次式で表わされる。

$$\begin{array}{l}
A_{\alpha} = \begin{bmatrix}
\cos \alpha & -\sin \alpha & 0\\
\sin \alpha & \cos \alpha & 0\\
0 & 0 & 1
\end{bmatrix} \\
A_{\beta} = \begin{bmatrix}
\cos \beta & 0 & \sin \beta\\
0 & 1 & 0\\
-\sin \beta & 0 & \cos \beta
\end{bmatrix}$$





(6)

この結果得られたメチル側鎖のらせんパラメーターをTable2に示す。

Table2 Helical parameters of methyl groups of PIBO chain

| d <sub>13</sub> =            | 0.286Å                   | $\rho_3 =$ | 1.733 Å | $\theta_{13} =$ | 304° |
|------------------------------|--------------------------|------------|---------|-----------------|------|
| $\mathtt{d}_{\mathtt{14}} =$ | <b>-</b> 0. <b>376</b> Å | $\rho_4 =$ | 1.926Å  | θ 14 =          | 27°  |

Table1 および2のらせんパラメーターを用いて、分子鎖形態を描く と、Fig.6のようになる。この分子鎖は、21 らせん軸を有し、非平面 ジグザグ構造をとっている。このような形態は蛇行(sinous)ジグザ グと呼ばれる。

1.5 結晶構造

空間群は,  $P_{21} 2_{1} 2_{1} contrast and b, 分子鎖は 2_{1} らせん軸をもつから, 分子鎖軸は単位格子中の2回らせん軸上になければならない。また, 鎖は単位格子中を2本貫通しているから, 空間群からその向きは互いに逆平行でなければならない。しかしながら, この分子鎖の鎖軸のまわりの回転位置 および鎖の高さ(原子の <math>z$  座標)は空間群からは定まらない。

Fig. 6. Chain conformation of polyisobutylene oxide.

7.00

7.00 Å

そこで, まず, 分子鎖の鎖軸のま わりの回転位置を 決定するために各 位置における赤道 反射の人、実測の構造 し、実別の構造 う位置を選んだ。 この計算結果を Fig 7に示す。 ここで角 φ は主鎖 炭素原子のC1 C2



Fig. 7. Variation of structure factors for the equatorial reflections with atomic parameters around the chain axis for polyisobutylene oxide.  $\varphi$ : the angle of the projection line of C<sub>1</sub>-C<sub>2</sub>bond on the (001) plane with a-axis.

-112-

の(001)面への投影線とα軸とのなす角である。強度の強い200と110反射の構造因子はφに よってほとんど変化しないが、020,400,310,420反射はかなり大きく変化する。特に、020と 400の変化が大きく、しかも実測強度は観測されないからφを決定するのには有効な反射である。計 算したすべての赤道反射の構造因子は、φ=70~80°の範囲で実測値とよくあう。

つぎにこの範囲で鎖の高さ(C\_原子の z座標)を変化させたときの各層線反射の構造因子を計算すると、CL 原子の z座標が 0.25のとき実測 値と最もよくあう。(Fig. 8 には q= 76°のときの層線反射



Fig. 8. Variation of structure factors for the layer reflections with the height of the chain in the unit cell for polyisobutylene oxide.

の構造因子の変化を示してある。)つぎに, C<sub>2</sub> 原子の z 座標が 0.25 のとき,  $\varphi$ の値 をさらに正確に求めるため各原子の間の Van der Waals 距離を計算した。そ の結果,  $\varphi$ = 76°のときが最も合理的であ ることがわかった。

最終的に得られた原子座標をTable 3 に示す。

この値を用いて計算した多くの反射の計 算強度 I<sub>C</sub>と実測強度 I<sub>O</sub>との比較を Table 4に示す。

さらに、これらの比較をしやすいように、

| Table <b>3</b> | Atomic coordinates |  |
|----------------|--------------------|--|
|                | of PIBO            |  |

|     | x a   | <i></i> У∕ <sub>b</sub> | <sup>z</sup> /c |
|-----|-------|-------------------------|-----------------|
| Cı  | 0.239 | -0.085                  | 0.083           |
| C 2 | 0.261 | 0.085                   | 0.250           |
| Сз  | 0.142 | 0.223                   | 0.291           |
| C 4 | 0.366 | 0.254                   | 0.196           |
| 0   | 0.296 | -0.043                  | 0.417           |

-113-

| •           |                                   |        |                     |              |        |              |          | ,             |          |       |         |               |               |  |               |       |       |       |          |       |          |                    |            |       |               |       |       |          |                |                |          |       |       |       |
|-------------|-----------------------------------|--------|---------------------|--------------|--------|--------------|----------|---------------|----------|-------|---------|---------------|---------------|--|---------------|-------|-------|-------|----------|-------|----------|--------------------|------------|-------|---------------|-------|-------|----------|----------------|----------------|----------|-------|-------|-------|
|             | I <sub>0</sub> × 10 <sup>-3</sup> |        | 1                   |              | 70     | 21           | 7        | 2             | <u>'</u> | 1     | 67      | ,<br>t        | 1             | -  | -             |       | 1     | ł     | 4        | 1     | ł        |                    | 1          | 1     | I             | 57    |       | 1        | 1              |                | -        | 1     | 12    |       |
| nsities     | $I_{\rm C} \times 10^{-3}$        | 6      | 4                   | 77           | 42     | <sup>N</sup> | 6        | о<br>С        | - 4      | 0     | 26      | 27            | α<br>Γ        |  | < <del></del> | 0     | ~-    | 0     | <b>-</b> | - 0   | 20       | <b>v</b> C         | ⊃ ←        |       | 0             | 13    | 57    | 4        | 40             | N 1<br>7       | <b>`</b> | 0     | 28    | 3     |
| ed inte     | đ                                 |        |                     |              | 3.5    | ;            |          | 2870          |          |       | 2 2 R   | 0 4 - 1       |               |  | ł             | -     | 1     |       |          | ļ     |          |                    |            |       |               | 01    | -     |          |                |                |          |       |       |       |
| L observ    | đ                                 | 1.737  | 1.674               | 1600<br>1645 | 3.500  | 3.328        | 2.991    | 2.954<br>2889 | 2.614    | 2.505 | 2.297   | 2.2.2.4       |               | 0<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1<br>1 | 2000          | 1.890 | 1.833 | 1.747 | 1.714    | 1.685 | .665     | 1.001<br>1.502     | 1.540      | 2.280 | 2.163         | 2.144 | 2.120 | 2.007    | 1.956          | 1.001.<br>2012 | - 20     | 1.763 | 1.718 | 1.685 |
| la teđ ano  | $hk\ell$                          | 601    | 257                 | 1 2 2        | 002    | 1 0 2        | 012      | 202           | 212      | 3 0 2 | 512     | 022           |               | 4 U Z  | 412           | 322   | 502   | 512   | 422      | 032   | 152      | 7 C 7              | 200        | 103   | 013           | 203   | 113   | 213      | 5 0 5<br>7 3 3 | 0 I 0          | 101      | 4 0 3 | 223   | 413   |
| ten calcu   | $I_0 \times 10^{-3}$              | 930    | 1210                | 177          |        |              | 1        | 28            |          | 13    | 25      |               |               |  |               | ł     |       | 0     |          | `     | 560      |                    | 41         | ,<br> |               | 7     | Ā     | -        |                |                | 0 1      |       |       |       |
| rison betw∈ | $I_C \times 10^{-3}$              | 939    | 1515                | 1 6 2        | ,<br>) | 2            | <b>2</b> | 5 /<br>1      | 5        | 11    | 37      | <del></del> 7 | <del></del> c |  |               |       | 0     | 1 3   | 0.       | 4     | 544<br>0 | 0 C                | - 6 9      |       | <del>~-</del> | 19    | 29    | <b>-</b> | ۹ ۵            | ч С            |          |       | 10    | 3     |
| a4 Compa    | đ                                 | 5.4    | 5.0 /               | 3046         | ,      |              |          | 2.5 4 1       |          | 2.021 | 1.972   |               | 1             |  |               |       |       |       |          |       | 4.115    |                    | 2.805      |       |               | 2.50  | 2.38  |          | 2.24           | z 1 0 1 z      |          |       | 1     |       |
| ТаЪ1(       | ថ្មិ                              | 5.3 80 | 5. U / 8<br>z o z o | 3,0 4 5 4    | 2.880  | 2.782        | 2.690    | 2.557         | 2.246    | 2.016 | 1.9 6 6 | 1.890         | -00<br>-00    | T C C L  | 1712          | 1.693 | 1.563 | 5.868 | 4.448    | 4.266 | 4.1.1U   | 0.4 C 0<br>2 1 0 0 | 2.792      | 2.663 | 2.585         | 2.511 | 2.587 |          | 2.1.5 8.1      | 7007           | 1893     | 1.852 | 1.825 | 1.751 |
|             | hкl                               | 200    |                     | 310          | 020    | 120          | 400      | 410           | 320      | 510   | 420     | 150           |               |  | 610           | 330   | 430   | 101   |          |       |          | - C                | 0 <b>(</b> | 021   | 121           | 401   | 221   | 411      | 0 L<br>0 L     | <br>           | 421      | 031   | 131   | 231   |

-114-

この関係をFig.9に図示した。これより各反射の計算値と実測値が非常によく一致していることがわかる。なお、Table 4には,格子面間隔の計算値と実測値との比較をも示した。

この結晶構造をTable3の原子座標を用いて描くと、Fig.10(b軸投影), Fig.11(c軸投 影),およびFig.12(a軸投影)のようになる。Fig.11中の数字は原子間のVan der Waals 距離(Å)を表している。これらの値は、いずれも普通のVan der Waals 距離であり、鎖間に特 に強い結合力は働いていない。



Fig. 9. Comparison between calculated and observed intensities for polyisobutylene oxide. —— : calculated, - - - : observed.



Fig. IO. Projection of the structure of polyisobutylene oxide on the (010) plane.  $\bigcirc$ : C,  $\bullet$ : O.



Fig. 1 I. Projection of the structure of polyisobutylene oxide on the (001) plane.  $\bigcirc$ : C,  $\bullet$ : O.



Fig. 12. Projection of the structure of polyisobutylene oxide on the (100) plane.  $\bigcirc$ : C,  $\bullet$ : O.

第2節 ポリイソブチレンオキシドの分子鎖軸方向の結晶弾性率

本節では第1節で決定した結晶構造を用いて、分子鎖軸方向の結晶弾性率( $E_{\ell}$ )を理論計算し、その値が実測値と一致するかどうかを検討した。

-116-

## 2.1 $E_{\rho}$ 値の理論計算

分子鎖軸方向の結晶弾性率( $E_{\ell}$ )の理論計算は島内らの方法<sup>13)</sup>に従って行なった。構造単位当りの軸長をd.力 $F_d$ によって起るdの変化量を $\Delta d$ ,分子鎖1本の占める有効断面積をAとすると、鎖軸方向の結晶弾性率は、次式によって表わすことができる。

$$E_{\ell} = (F_d/A)/(\Delta d/d) = (d/A)(\Delta d/Fd)$$
(1)

また,結合長をγ,結合角をφ,内部回転角をτとすると、 dd はつぎのようになる。

$$\Delta d = \Sigma T^{\gamma} \Delta \gamma + \Sigma T^{\phi} \Delta \phi + \Sigma T^{\tau} \Delta \tau$$
<sup>(2)</sup>

ただし、

$$T^{\tau} = \partial d / \partial \tau$$

$$T^{\phi} = \partial d / \partial \phi$$

$$T^{\tau} = \partial d / \partial \tau$$
(3)

つぎに、構造単位当りの鎖のポテンシャルをVとすると次式が成立する。

$$\partial V \nearrow \partial \tau = T^{\tau} F d$$

$$\partial V \nearrow \partial \phi = T^{\phi} F d$$

$$\partial V \nearrow \partial \tau = T^{\tau} F d$$
(4)

ここで、ポテンシァルエネルギーVとして、Urey-Bradrey型の力場を仮定すると、

$$V = \frac{\frac{1}{2} \Sigma K (\Delta \tau)^2}{\text{stretching}} + \frac{\frac{1}{2} \Sigma H (\rho \Delta \phi)^2}{\text{bending}} + \frac{\frac{1}{2} \Sigma K^7 (\rho' \Delta \tau)^2}{\text{torsion}} + \frac{\frac{1}{2} \Sigma F (\Delta q)^2}{\text{repulsion}}$$
(5)

ただし、 $K, H, K^{\tau}, F$  は各項に対する力の定数であり、

$$\rho = (r r')^{\frac{1}{2}} (r, r': 角 \phi e z j ボンド)$$

$$\rho' = (r_{-1} r_{1})^{\frac{1}{2}} (r_{-1}, r_{1}: \tau e z z t n a \pi \nu r)$$

$$q = r^{2} + r'^{2} - 2rr' \cos\phi$$
(6)

(5)式の  $\Delta q$  を(6)式を用いて 消去し、(4)式に代入すると、 $\Delta r/Fd$ 、 $\Delta \phi/Fd$ 、 $\Delta \tau/Fd$  に関する連立方程式がえられる。すなわち、

$$K_{i-1,i}^{r} \stackrel{dr}{}_{i-1,i} + K_{i-1,i}^{r} \stackrel{dr}{}_{i-1,i,i+1} \stackrel{dr}{}_{i,i+1} \stackrel{dr}{}_{i,i+1} + K_{i-1,i,i}^{r} \stackrel{dr}{}_{i-2,i-1} + K_{i-1,i,i}^{r} \stackrel{d\phi}{}_{i} + K_{i-1,i,i,i-1}^{r} \stackrel{d\phi}{}_{i-1} = T_{i-1,i}^{r} \stackrel{dr}{}_{i,i+1,i} \stackrel{dr}{}_{i,i+1} + K_{i}^{\phi} \stackrel{d\phi}{}_{i} = T_{i}^{\phi} F_{d}$$

$$K_{i-1,i}^{\tau} \stackrel{d\tau}{}_{i-1,i} = T_{i-1,i}^{\tau} \stackrel{F_{d}}{F_{d}}$$

$$(7)$$

-117-

ただし、

$$K_{i-1,i}^{\gamma} = K_{i-1,i} + S_{i-1,i+1}^{2} F_{i-1,i+1} + S_{i-2,i}^{\gamma} F_{i-2,i}$$

$$K_{i}^{\phi} = \rho_{i}^{2} (H_{i} + t_{i-1,i+1} F_{i-1,i+1})$$

$$K_{i-1,i}^{\tau} = \rho_{i-1,i}^{2} K_{i-1,i}^{\tau}$$

$$K_{i-1,i;i,i+1}^{\gamma} = S_{i-1,i+1} S_{i-1,i+1} S_{i-1,i+1}^{\prime} F_{i-1,i+1}$$

$$K_{i-1,i;i}^{\gamma\phi} = S_{i-1,i+1} t_{i-1,i+1} \rho_{i} F_{i-1,i+1}$$

$$K_{i,i+1;i}^{\gamma\phi} = S_{i-1,i+1} t_{i-1,i+1} \rho_{i} F_{i-1,i+1}$$

$$(8)$$

また

$$\rho_{i} = (r_{i-1,i}r_{i,i+1}) \frac{1}{2}$$

$$\rho_{i-1,i} = (r_{i-2,i-1}r_{i,i+1}) \frac{1}{2}$$

$$S_{i-1,i+1} = (r_{i-1,i}-r_{i,i+1}\cos\phi_{i}) / q_{i-1,i+1}$$

$$S'_{i-1,i+1} = (r_{i,i+1}-r_{i-1,i}\cos\phi_{i}) / q_{i-1,i+1}$$

$$t_{i-1,i+1} = \rho_{i}\sin\phi_{i} / q_{i-i,i+1}$$

$$q_{i-1,i+1}^{2} = r_{i-1,i}^{2} + r^{2}, i+1^{-2}r_{i-1,i}r_{i,i+1}\cos\phi_{i}$$
(9)

(7)式を解くことによって、 $\Delta \tau / F_d$ 、 $\Delta \phi / F_d$ 、 $\Delta \tau / F_d$ が求まり、したかって、(2)式より $\Delta d / F_d$ が求まり、(1)式より $E_\ell$ の値を計算することができる。

ポリイソプチレンオキシド(PIBO)は第1節で示した(1)(2)の関係を有する。これより(3)式の値を 計算することができる。また,力の定数として,つぎの値<sup>14)</sup>を用いると,

$$K_{12} = 3.03 \ md / Å$$

$$K_{25} = K_{51} = 3.13 \ md / Å$$

$$H_{1} = H_{2} = 0.30 \ md / Å$$

$$H_{5} = 0.54 \ md / Å$$

$$F_{12} = 0.40 \ md / Å$$

$$F_{25} = F_{51} = 0.46 \ md / Å$$

$$K_{12}^{\tau} = K_{25}^{\tau} = K_{51}^{\tau} = 0.05 \ md / Å$$

-118-

(7)式より

 $\begin{aligned} \Delta \tau_{12}/F_d &= 0.072 \text{ Å}/md \\ \Delta \tau_{25}/F_d &= \Delta \tau_{51}/F_d = 0.170 \text{ Å}/md \\ \Delta \phi_1/F_d &= \Delta \phi_2/F_d = 1.168rad/md \\ \Delta \phi_5/F_d &= 0.674rad/md \\ \Delta \tau_{12}/F_d &= 0 \\ \Delta \tau_{25}/F_d &= \Delta \tau_{51}/F_d = 1.91 rad/md \\ \text{Chらの値} (3)式の計算値から \end{aligned}$ 

$$\Delta d / F_d = 3.807 \text{ Å} / md$$

分子鎖1本の占める有効断面積は、第1節の格子定数からA=30.8 $\stackrel{\circ^2}{}$ であり、d=3.50 $\stackrel{\circ}{}$ のであるから

 $E_{\ell} = 29.8 \times 10^{10} \text{ dyne/} cm^2$ 

 $= 30.4 \times 10^4 \ kg / cm^2$ 

2.2 Epの測定

試料は,京都工芸繊維大学の相宅教授の御好意により提供されたPIBOのモノフィラメントを使用した。 この試料の浮沈法(水-メタノール系、30±0.1℃で測定)による密度は0.9748/00である。

また、子午線上の002反射のDe by e-Scherrer環に沿った強度分布曲線(Fig. 13)の半価幅 (H°=6.4°)から計算した微結晶の配向度の実用的標準は $\pi$ =94%であり、かなり良い配向を示している。  $E_{\rho}$ の測定に用いた格子面は(002)面であり、この面による反射のプロフィールをFig.14に示す。



Fig. 13. Intensity distribution curve 002-reflection along the Debye-Scherrer ring for the polyisobutylene oxide.



Fig. 14. X-ray diffraction curve of the 002-reflection of polyisobutylene oxide.

| 날카와 전철 동생이 같다. 그 여러 한 것이라고 있다. |                |                          |      |
|--------------------------------|----------------|--------------------------|------|
| $\sigma$ (kg/cm <sup>2</sup> ) | ε(%)           | $\sigma$ ( $kg / cm^2$ ) | ε(%) |
| 438                            | 1.59           | 1418                     | 4.44 |
| 647                            | 2.32           | 1523                     | 4.37 |
| 765                            | 2.3 9          | 1668                     | 4.59 |
| 1034                           | 3.20           | 1928                     | 5.21 |
| 1181                           | 3 <b>. 3 8</b> | 2010                     | 5.25 |
| 1260                           | 3.88           | 2181                     | 5.37 |

Table 5 Stress-strain relationship for the (002) plane of PIBO

また、反射角(2 $\theta$ )は25°17'であり、 引張応力による2 $\theta$ の移動 $\Delta 2\theta = -1'$ に対応する格子ひずみは、 $\epsilon = 0.066%$ で ある。

Table5に(002)面に対する応力(の ーひずみ( $\epsilon$ )の関係を示す。この関係を図 示すると Fig.15 のようになる。応力 が1600  $kg/c_m$ 以下では実測点は原点を 通す一直線上によくのっているが、応力が それより大きいときにはこの直線から離れ てくる。これは、応力が大きくなると、分 銅による装置のきしみが生じるためと思わ れる。したがって、このような影響の少な い直線の初期勾配から、結晶弾性率を求め るとつぎのようになる。

PIBO : (002)

 $E_{\rho} = 3.3 \times 1.0^4 \ kg \ cm^2$ 





すなわち,この値は,第1節で決定した結晶構造を用いて,2.1で計算した $E_{\ell}$ 値 30.4 $kg/c_{n}$ と非常によく一致しており,この結晶構造が正しいことを示している。さらに,このことから鎖のわずかな短縮(2.5%)が $E_{\ell}$ 値には大きく影響することがわかる。したがって,鎖のconformationを考える上では, $E_{\ell}$ 値が非常に重要なパラメーターであることを強調しておきたい。

Fig. 15の左上隅には、試料に対する応力(の)と伸び(く)の関係をも示してあるが、この曲線の初期勾配から求めた繊維軸方向の試料の弾性率( $Y_{\ell}$ )は、 $Y_{\ell}$ =  $3.5 \times 10^{4} kg/cd$ であり、ちょうど $E_{\ell}$ 値の  $\frac{1}{10}$ の値である。

第3節 ポリイソブチレンオキシドの分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率

本節では分子鎖軸に対し垂直な面内の種々の方向の結晶弾性率(E<sub>t</sub>)を測定し、それらの値を第1 節で決定した結晶構造を用いて考察した。

3.1 試料ならびに実験方法

試料は,第1節と同じものを使用した。赤道上の最強反射110のDebye-Scherrer環に沿った 強度分布曲線(Fig.16)の半価巾 (H°=17°)から求めた微結晶の配 向度の実用的標準の値は, $\pi=9$ 1% である。

 $E_t$ の測定に用いた格子面は. (200),(110)かよび(310)面 であり,これらの面の反射角はCuKa線に対して,16°28',17°28' かよび29°20'であり,引張応力に よる2 $\theta$ の移動 $d2\theta = -1'$ に対応す る格子ひずみは、 $\epsilon = 0.104$ ,0.095 かよび0.056%である。測定は温度



Fig. 16. Intensity distribution curve of the 110-reflection along the Debye-Sherrer ring for polyisobutylene oxide.
\$\phi\$ : the angle of inclination from the normal to the fiber axis.

30~33°C,相対湿度(R.H)53~54%の室内で行なった。

## 3.2 実験結果ならびに考察

(200),(110)および(310)面に対する応力(の)とひずみ( $\epsilon$ )の関係をTable 6に示す。これ

| (20 (                   | )                                     | (11)              | <br>ר ר    | (21)                  | <u> </u>        |
|-------------------------|---------------------------------------|-------------------|------------|-----------------------|-----------------|
| (200                    | · · · · · · · · · · · · · · · · · · · |                   | J <b>J</b> | (31)                  | ·)              |
| $\sigma$ ( kg/ $cm^2$ ) | ε(%)                                  | $\sigma(kg/cm^2)$ | ε(%)       | σ(kg/ <sub>Cm</sub> ) | ε(%)            |
| 58                      | 0.155                                 | 84                | 0.200      | 5 8                   | 0.122           |
| 95                      | 0.279                                 | 98                | 0.232      | 99                    | 0.222           |
| 127                     | 0.342                                 | 143               | 0.401      | 107                   | 0.233           |
| 162                     | 0.414                                 | 165               | 0.485      | 168                   | 0.400           |
| 197                     | 0.518                                 | 203               | 0.536      | 173                   | 0.389           |
| 229                     | 0.673                                 | 234               | 0.735      | 237                   | 0.555           |
| 267                     | 0.725                                 | 262               | 0.805      | 239                   | 0.583           |
| 297                     | 0.828                                 | 304               | 0.908      | <b>3</b> 08           | 0. 8 <b>3 3</b> |
|                         |                                       | 323               | 0.940      |                       |                 |

Table6 Stress-strain relationships for the equatorial lattice planes of PIBO

らの関係を図示するとFig.17のごとくに なる。実測値はいずれも原点を通る一直線上 によくのっている。これらの直線の勾配から 求めた Et 値はつぎのとうりである。



1.0

0.8

PIBO

(200)

Fig. 17. Stress-strain curves for the equatorial lattice planes of polyisobutylene oxide.

すなわち、(200) および(110)面に対する $E_t$ 値は、ポリエチレン(PE)の $E_t$ 値(4×10<sup>4</sup> kg/cn<sup>2</sup>) とアイソタクチックポリプロビレン(it-PP)の $E_t$ 値(3×10<sup>4</sup> kg/cn<sup>2</sup>)の中間にあ るが、これは第1節でも述べたように鎖間に特に強い力は働いておらず、しかも側鎖の密度がit-PP より高いことから考えれば非常に合理的な結果である。また、(310)面の値はPEの値とほぼ等し いがこれはつぎのように考えることができる。

第1節で決定したPIBOのC軸投影図上に $E_t$ 値を測定した各格子面を示す(Fig. 18)。

図において、炭素原子と酸素原子が最も接近しているのは  $C_1 \ge 0_2$ (あるいは  $C_2 \ge 0_1$ )であり、 これらの原子を結ぶ直線が(310)面(あるいは(310)面)にほぼ垂直になる。したがって、 (310)面の  $E_t$  が他の面に比して高いのは、これらの原子間に弱い双極子相互作用があるためと思われる。

-122-

また、 $PIBOの試料の繊維軸に対し直角方向の応力(\sigma)と伸び(\zeta)の関係をFig.19に示す。$ 





Fig. 18. Lattice planes used for the measurements of Et-values.

Fig. 19. Stress-elongation curve for the specimen of polyisobutylene oxide.

この曲線の初期勾配から求めた繊維軸に対し直角方向の試料の弾性率( $Y_t$ ) は $Y_t$ =2.0×10<sup>4</sup>kg/cnである。この値は、結晶の  $E_t$  値とかなり近い( $E_t/Y_t$ =1.8~2.2)が、少し差があるのは.PIBO が比較的軟かいポリマーでありすべりやすいためと思われる。

総 括

第1節では、ボリイソプチレンオキシド(PIBO)の正確な構造を決定した。第2節では、この構造に対する分子鎖軸方向の結晶弾性率を理論計算し、この値 $E_{t,calc} = 30.4 \times 10^{t} kg/c_{n}^{d}$ が実測値 $E_{t,obs} = 33 \times 10^{t} kg/c_{n}^{d}$ と非常によく一致することを確めた。また、第3節では、分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_{t}$ )を実測し、つぎの値を得た。

(200) :  $E_t = 3.6 \times 10^4 \ kg \ / cm^2$ 

(110) :  $E_t = 3.5 \times 10^4 \ kg / cm^2$ 

(310) :  $E_t = 4.3 \times 10^4 \ kg \ cm^2$ 

これらの値は,第1節で決定した構造をよく説明できる。

1) 桜田一郎. 温品恭彦, 伊藤泰輔,: 高化 <u>19</u>, 285, 292, 300(1962); J. Polymer Sci., 57, 651(1962); 高化, 21, 206(1964)

文

献

- 2) 伊藤泰輔 : "高分子の結晶弾性率に関する X線的研究"(京都大学博士論文)(1963)
- 3) 桜田一郎, 中前勝彦. 梶 慶輔, 和田野 晋: 高化, 23, 335, 338, 651, 655, 696(1966); 26, 561, 817(1969); J. Polymer Sci., C, 15, 75(1966)
- 4) 中前勝彦 : 『高分子の結晶弾性率と微細構造に関する研究"(京都大学博士論文)(1966)
- 5) 桜田一郎, 梶 慶輔: 第18回高分子討論会(東京)講演要旨集第2分冊, p391(1969)
- 6) 広野浩由, 倉賀野守正, 和才 剛, 三枝武夫, 古川淳二: 日本化学会第18年会(大阪)講演要旨集, p253(1965)
- 7) 相宅省吾, 山崎隆, 高木百芳, 藤井雅彦, 増田豊: 第17回高分子学会年次大会 (東京)講演要旨集, p459および口頭発表(1968)
- 8) 飯高洋一: "X線結晶学(下)" p129, 仁田勇監修(丸善)(1961)
- 9) M.Cesari, G.Perego, W.Marconi : Makromol Chem., <u>94</u>, 194 (1966)
- 10) M.Barlow : J.Polymer Sci , A-2, 4, 121 (1966)
- 11) T.Miyazawa : J.Polymer Sci., 55, 215(1961)
- 12) C.W Bunn : J.Polymer Sci., 16, 323(1955)
- 13) T.Shimanouchi, M.Asahina, S.Enomoto : J.Polymer Sci., <u>59</u>,
  93, 101, 113(1962)

本研究においては、主として高分子の分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )をX線的に測定し、それらの値が分子鎖間力と密接に関係していることをまず確かめ、つぎに、この事実を基礎にして、逆に、 $E_t$ の実測値から分子鎖間力に働く力および結晶構造を検討した。

第1章においては、高分子の結晶弾性率のX線ディフラクトメーターによる測定原理、測定装置および測定方法について概説した。

第2章では、結晶弾性率を求める場合に用いた"応力の仮定"を実験的に確かめた。すなわち、結晶 に応力をかけ、そのときの結晶格子のひずみをX線ディフラクトメーターを用いて測定することにより  $E_t$  値を直接求めようとしたわけであるが、この際、"応力は平均的に試料全体に均一にかかる"と仮 定し、結晶領域の応力は試料の応力に等しいとして  $E_t$  値を計算した。そこでこの仮定の妥当性を確か めるために、種々の微細構造をもつポリビニルアルコールフィルムを用いて実験した。その結果、微結 晶の配向度あるいは結晶化度を変化させた試料でも、上の仮定を用いて計算した  $E_t$  の値は実験誤差内 でしか変化せず、しかも、このわずかな変化は測定格子面の平衡面間隔の微少な広がりに起因している ことがわかった。

第3章では、第2章で見出した格子面間隔の広がりと $E_t$ 値の低下の関係を種々の分岐をもつポリエ チレン(PE)についてさらに確かめた。また、種々のポリマーの $E_t$ 値を比較するに当って、分子鎖 間に分散力のみが働いているポリマーの基準として線状PEを選び、この基準の値として $E_t = 4 \times 10^{-1} k_g / c_n^2$ (常温)を採用した。

第4章から第6章までは、結晶構造のよくわかったNylon6 あるいは Nylon610 について分子 鎖軸に垂直な面内における種々の方向の $E_t$ 値を測定し、 $E_t$ 値と分子鎖間力が密接に関係しているこ とを実験的に確かめた。すなわちこれらのナイロンでは水素結合を一方向のみにとっているが、水素結 合方向の $E_t$ は11.6×10<sup>4</sup> kg/c<sup>d</sup>であり、水素結合のない方向の $E_t$ 値は4.4×10<sup>4</sup> kg/c<sup>d</sup>(PE の $E_t$ 値とほぼ等しい)であって、結合力の強いほど $E_t$ が大きくなることがわかる。さらに、水素結 合方向の $E_t$ を $E_0$ 、それと垂直な方向の $E_t$ を $E_{90}$ とすると、水素結合と角 $\varphi$ をなす方向の $E_t$ は 次式で与えられることがわかった。

 $1/E^2\varphi = \cos^2 \varphi/E_0^2 + \sin^2 \varphi/E_0^2$ 

この式は光の屈折率夕円体を参考にして,弾性率夕円体を仮定して導いた実験式である。

第7章では、ポリビニルアルコール(PVA)の種々の方向の $E_t$ 値を測定し、前章までに確かめた  $E_t$ と分子鎖間力の関係を基礎にして、PVAの結晶構造を再検討した。その結果、Bunnのモデル よりも桜田らのモデルの方が合理的であることを結論した。このことは、吸湿による格子面間隔の微少

-125-

な広がりゃ、熱膨脹係数の値からも指示される。

第8章ではボリエチレンテレフタレート(PET)について  $E_t$  値を測定し、それらの値がほぼPE の  $E_t$  と等しいことから特に強い分子鎖間力はないものと推定した。しかし、ベンゼン核の重なった方 向の  $E_t$  値が他の方向の  $E_t$  値より若干大きいことからこの方向には  $\pi$ 電子による相互作用があるもの と推定した。また、PETの共重合物 — ボリエチレンテレフタレート/アジベート(PET/PEA) およびボリエチレンテレフタレート/イソフタレート(PET/PEI) — の  $E_t$  値から次のことが らを結論した。すなわち、共重合成分の構造がPETとよく似ているときにはその成分は PETの結晶 格子中に入りやすく、そのため結晶格子が乱されて、 $E_t$  すなわち、分子鎖間力が低下するが、共重合 成分が PETと非常に異なるときには、その成分は PETの格子中に入り難く、したがって、 $E_t$  すな わち分子鎖間力は変化しない。

第9章では、ポリエチレンオキシド(PEO)の $E_t$ 値を測定し、PEなよびポリオキシメチレン (POM)の $E_t$ 値と比較検討した。すなわち、PEOの $E_t$ 値(4.4×10<sup>4</sup> kg/m)はPEの $E_t$ 値とほぼ等しく、POM(8×10<sup>4</sup> kg/m)の約半分である。この結果、PEOでは分子鎖間に特に強い結合が働かず、POMではかなり強い双極子相互作用が働くことを推定し、それを結晶構造の立場から説明した。

第10章では、ポリ四フッ化エチレン(PTFE)の7° および22°С における  $E_t$  を測定した。 7° Cにおける値は 4.1×10' kg/cdでPEとほぼ等しく、両者の分子鎖間力は等しいと思われる。 しかし、22°C における値は  $E_t = 3.2×10' kg/cd$ と低下しており、これは19°C における Order-disorder transitionによって結晶格子が乱されたためと思われる。

このことから判断すれば、これまでに報告された P T F E の凝集エネルギーあるいは Solubility Parameter は 19°C 以上に なける値であると思われる。

第11章では、ポリフッ化ビニリデン(PVDF)のα型および $\beta$ 型の $E_t$ 値を測定した。これらの 値はいずれも、PEやPTFFよりも大きく、このことは分子鎖間に、С-HとC-Fとの間の双極子 相互作用があるためと考えられる。さらに、種々の方向の $E_t$ 値をその結晶構造の立場から説明した。

第12章では、分子鎖間力におよぼす側鎖の影響を調べるため、アイソタクチックボリイソプテンー 1(it-PB-1)の $E_t$ 値を測定した。すなわち、PE、ポリプロビレン(PP)、PB-1となる に従って側鎖の長さは長くなるが、 $E_t$ 値は、4×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>\*</sup>、3×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>\*</sup>、2×10<sup>4</sup> kg/cm<sup>\*</sup> と小さくなっている。これは側鎖の長いほど分子鎖間距離が大きくなり、そのため有効な引力中心の数 が減少するためと考えられる。

第13章では、前章に続いて、側鎖が分岐した場合の効果を調べた。すなわち、アイソタクチック・ ボリー4ーメチルベンテンー1(it-P4MP-1)の側鎖はit-PB-1よりも長いが、 末端が分 岐しているため有効引力中心の数が逆に増大し、そのためit-PB-1よりもit-P4MP-1の方 が大きな  $E_t$ 値(3×10<sup>4</sup>  $k_g/c_m^3$ )を与えた。

-126-

第14章ではアイソタクチック・ポリスチレン(it-PS)の $E_t$ 値を測定し、側鎖がベンゼン核であるときの影響を調べた。その結果、PEとほぼ等しい $E_t$ 値が得られ、ベンゼン核では鎖間隔の増大による効果とベンゼン核の有する有効な引力中心の数の効果が相殺するものと思われる。

これまでの章でみてきたように $E_t$  値は分子鎖間力,したがって,結晶構造と密接に関係しているの で,提出された結晶構造はこれらの値を説明するものでなければならない。第15章では、しめくくり として,ポリイソプチレンオキシド(PIBO)の結晶構造を完全に決定し、この構造がPIBOの分子鎖軸方 向の結晶弾性率( $E_t$ ) かよび分子鎖軸に対し直角方向の結晶弾性率( $E_t$ )の値をよく説明すること を示した。

最後に、今後、高分子の結晶構造を決定する上であるいは分子鎖形態および分子鎖間力を知る上で $E_l$  および  $E_t$  値が考慮されることを切に希望したい。

TABLE

Elastic Moduli of the Crystal Lattices for Various Polymers

the Fiber Axis in the Direction Perpendicular to

| y<br>st Ref.<br>c)   | -<br>-<br>-               |                    | 6 1)                      |                               | 8                                    | 6                       |  |
|--|---------------------------|--------------------|---------------------------|-------------------------------|--------------------------------------|-------------------------|--|
| Densit<br>of Crys<br>gc<br>(g⁄c  | 1.0                       | 1.00               | 0.93                      | 0.95                          | 0.82                                 | 1.12                    |  |
| $\mathrm{E}_{\mathrm{t}} \swarrow \mathrm{Y}_{\mathrm{t}}$                       | 1.9~2.2                   | 2.1~2.2            | 1.3~1.4                   | 1. 4                          | 1. 7                                 | 1.1                     |  |
| Тетр.<br>(°С)  | 2 0                       | 25                 | 2 8                       | 21<br>21<br>20                | 2 6                                  | 2 0                     |  |
| Specimen<br>modulus<br>Y <sub>t</sub> ×10 <sup>-4</sup><br>(Kg/cm <sup>3</sup> ) | 2.0                       | 2.4                | 2.3                       | 1.4                           | 1.8                                  | 3.7                     |  |
| Lattice<br>modulus<br>Et×10 <sup>-4</sup><br>(Kg/cm)                             | <b>4</b> .3<br>3.8<br>3.9 | 5.3<br>5.1         | 2.9<br>3.2                | 2.0<br>2.0                    | 3.0                                  | 4.1<br>4.1              |  |
| Lattice<br>spacing<br>d<br>(Å)   | 4.12<br>3.73<br>2.47      | 4.1 1<br>3.7 2     | 6.27<br>5.25              | 8.8 6<br>5.1 2<br>4.4 4       | 9.3                                  | 10.95<br>5.48           |  |
| Lattice<br>plane<br>(hkl)  | (110)<br>(200)<br>(020)   | (1 1 0)<br>(2 0 0) | (110)<br>(040)            | (1 1 0)<br>(3 0 0)<br>(2 2 0) | (2 2 0)                              | (110)<br>(220)          |  |
|  | Polyethylene:Hizex 5000   | Sholex 6050        | Polypropylene (isotactic) | Polybutene - 1 (isotactic)    | Poly-4-methylpenten-1<br>(isotactic) | Polystyrene (isotactic) |  |

-128-

|                             | Lattice<br>plane<br>(hkl) | Lattice<br>spacing<br>d<br>(Å) | Lattice<br>modulus<br>$E_{t} \times 10^{-4}$<br>( $Kg/cm$ ) | Specimen modulus $Y_{t} \times 10^{-4}$ (Kg/cm) | Temp. | Et ⁄Yt  | Density<br>of Cryst.<br>pc<br>$(g \neq cc)$ | Ref. |
|-----------------------------|---------------------------|--------------------------------|---|---|-------|---------|---|------|
| Polyethylene terephthalate  | (010)<br>-<br>(110)       | 5.06                           | 4.2<br>3.8  | 3.0   | 2 3   | 1.3~1.6 | 1455  | 1    |
|                             | (100)                     | 3.47                           | 4.7   |   |       |         |   |      |
| Polyvinyl alcohol           | (101)                     | 4.6 0                          | 9.0   |   | 25    |         |   |      |
|                             | (200)                     | 3.9 0                          | 8 <b>.5 *</b>   | 4.7~7.2   | 25    | 1.0~2.0 | 1.345                                       | 1)   |
|                             | (0 0 2)                   | 2.75                           | 4.7   |   | 2 0   |         |   |      |
| Nylon 6 : $\alpha$ - form   | (2 0 0)                   | 4.4 2                          | 7.3   | 0021  | 21    |         | 102   |      |
|                             | (002)                     | 3.70                           | 4.4   | Z.Z ~ C.I                                       | 19    | C.U.2   | с <b>у.</b>                                 |      |
| r - form                    | (200)                     | 2.4 1                          | 11.6  | c   | 2 0   | 5.8     | 101   |      |
|                             | (110)                     | 4.1 0                          | 6.0   | 0.7   | 2 4   | ~3.0    | 1. 1 7 4                                    |      |
| Nylon 610 : $\alpha$ - form | (100)                     | 4.41                           | 7.5   | 000   | 22    | 1 7~0 4 | 1 1 2                                       |      |
|                             | (010) (110)               | 3.74~3.66                      | 4.7 -   | 7.0   | 2 0   | 07 / 1  | 0<br>                                       |      |
| Polyoxyme thy lene          | (1 0 0)                   | 3.8 7                          | 8.0   | 4,8   | 2 8   | 1.7     | 1.5 0 6                                     |      |
| Polyethylene oxide          | (120)                     | 4.63                           | 4.4   | <b>0:</b> ¢                                     | 2 0   | 7.3     | 1.234                                       |      |
| Polyisobutylene oxide       | (500)                     | 5.5 4                          | 3.6   |   | 3.1   |         |   |      |
|                             | (110)                     | 5.08                           | 3.5   | 2.0   | 5 2   | 1.8~2.2 | 1.104                                       |      |
|                             | (310)                     | 3.04                           | 4.3   |   | 3 0   |         |   |      |
| * Modified value            |                           |                                |   | A   |       |         |   |      |

-129-

|   | Lattice<br>plane<br>(hkl) | Lattice<br>spacing<br>d<br>(A) | Lattice<br>modulus<br>E <sub>t</sub> ×10 <sup>-4</sup><br>(Kg/cm <sup>3</sup> ) | Specimen<br>modulus<br>Y <sub>t</sub> ×10 <sup>4</sup><br>(Kg/cm <sup>3</sup> ) | Temp.  | Et /Yt  | Density<br>of Cryst.<br>g <sup>c</sup><br>(g⁄cc) | Re f. |
|---|---------------------------|--------------------------------|---|---|--------|---------|--|-------|
| Polytetrafluoroethylene :                         |                           |                                | -   |   |        |         |  |       |
| Mod. I  | (100)                     | 4.88                           | 4.1   | 0.95  | 2      | 4.3     | 2.4 0  |       |
| Mod. I  | (100)                     | 4.90                           | 3.2   | 0.94  | 2 2    | 3.4     | 2.36   |       |
| Polyvinylidene fluoride :                         |                           |                                |   |   |        |         |  |       |
| $\alpha$ - form                                   | (200)                     | 4.82                           | 5.4   |   | 1 8    |         |  |       |
|   | (301) (301)               | 2.73 ~2.68                     | 7.2   |   | 1 8    |         | 1.87   |       |
| $\beta$ - form                                    | (110) (200)               | 4.2 3                          | 6.5   | 2.5   | 22     | Z.Z~2.U |  |       |
|   | (0 2 0)                   | 2.44                           | 7.5   |   | 21     |         | - I N-7  |       |
| Polyvinyl-tert-butyl ether                        | (200)                     | 9.42                           | 2.8   | 2.8   | 2 0    | 1.0     | 0.978  | 2)    |
| Poly-3,3≻bischloromethyl-<br>1-oxacyclobutane (α) | (120)                     | 6.02                           | 3.0   | 1.2   | 5<br>7 | 2.5     | 1.469  | 2)    |
| Cellulose I                                       | (101)                     | 4.4 5                          | 5.6   | 3.6   | 29     | 1.6     | 1.583  | 2)    |

1) I. Sakurada, T. Ito, K. Nakamae: Zairyoshiken, 11, 683 (1962), Chem. High Polymers, 21, 197, 202 (1964), J. Polymer Sci., C. 15, 75 (1966)

2) I. Sakurada, K, Kaji, K. Nakamae: unpublished data.

-130-

後

記

本論文は次の如く発表した。

第 2 章 } Bull. Inst. Chem. Res., Kyoto Univ., 44, 168 (1966) 第 3 章 高分子化学,<u>26</u>,833(1969) 第 4 童 高分子化学,投稿中(27,5月号(1970) 予定) 第 5 章 高分子化学,26,823(1969) 第 8 章 高分子化学,26,556(1969) 第 9 章 第10章 ▶ の1部 第17回高分子年次大会(東京)(1968) 第 11 章

全章を総括して

第18回高分子討論会(東京)(1969)

辞

本研究は,桜田一郎先生の終始御墾篤な御指導のもとに行なわれたものであり,ことに厚く御礼申し 上げます。

また,種々御鞭撻を賜わりました中島章夫教授,伊勢典夫助教授,京都工芸繊維大学伊藤泰輔助教授, 神戸大学松本恒隆教授,中前勝彦助教授の諸先生方に厚く御礼申し上げます。

試料を提供して戴きました京都工芸繊維大学相宅省吾教授ならびに昭和電工KKの阪口文雄博士に感謝 致します。

なお,本研究は,和田野晋氏(第8章の1部,第9章),新宅忠氏(第15章第2節),志方英三氏 (第12,13章),小川富太郎氏(第6章)および吉岡嘉暁氏(第11章)の御協力を得た。ここに 記して御礼申し上げます。

最後に,種々御討論,御厚情をいただいた桜田研究室および中島研究室の諸先輩ならびに学友諸兄に 深く感謝申し上げます。