文章编号:0253-2239(2002)07-0882-04

# 纳米晶聚合物复合薄膜 PbTiO<sub>3</sub>-PEK-c 的电光特性 及其弛豫过程的研究\*

任 诠<sup>1</sup>) 吕增海<sup>1</sup>) 马常宝<sup>2</sup>) 郭世义<sup>2</sup>) 杨旭东<sup>1</sup>) 许 东<sup>2</sup>) 王少伟<sup>2</sup>) 张光辉<sup>2</sup>) 王志刚<sup>1</sup>) (<sup>1</sup>),山东大学光学系,济南 250100 (<sup>2</sup>),山东大学晶体材料国家重点实验室,济南 250100</sub>)

摘要: 制备了掺杂型纳米晶聚合物钛酸铅-聚醚醚酮(PbTiO<sub>3</sub>-PEK-c)复合薄膜,采用简单透射技术测量了该复合 薄膜的线性电光系数,并研究了该复合薄膜的电光特性的弛豫过程。

关键词: 纳米晶聚合物复合薄膜; 电光系数; 弛豫过程

**中图分类号**:O484.4<sup>+</sup>1 文献标识码:A

# 1 引 言

纳米晶聚合物复合薄膜是将呈纳米微晶状态的 非线性活性生色团掺杂进聚合物主体之中而制成的 薄膜,它们在极化后表现出较强的二阶非线性光学 效应。这类薄膜材料具有大的电光效应、小的介电 常数、宽的透过波段以及快的响应速度,且制备工艺 简单,加工集成容易,因此已成为制造光通信中所使 用的电光调制器及光开关器件的关键材料<sup>[12]</sup>。

对这类材料的电光系数的表征是聚合物研究中 很重要的环节,准确测量薄膜的电光系数的数值,对 于评价、鉴定成膜质量和极化效果都是十分重要的。 通常采用以下几种方法进行测量:1)马赫-曾德尔 (Mach-Zehnder)干涉仪法<sup>[3]</sup>;2)衰减全反射法<sup>[4]</sup>; 3)电致变色法<sup>[5]</sup>;4)波导法<sup>[6]</sup>;5)补偿法<sup>[7]</sup>;6)简 单反射技术<sup>[8,9]</sup>等。其中,用衰减全反射法、马赫-曾 德尔干涉仪法和波导法测量线性电光系数时,都需 要加工成严格意义上的波导;电致变色法是一种间 接的测量方法;而由 Teng<sup>[8]</sup>及 Schildkraut<sup>[9]</sup>等人提 出的简单反射技术,由于实验方法简单,不需要波导 耦合,而被广泛采用,但在采用这种方法时需要在薄 膜;补偿法也是一种常用的方法,但在测量中需要高 的工作电压。

本文采用简单透射技术测量薄膜的线性电光系

数。简单透射技术是借鉴了简单反射技术和补偿法 提出的一种新的测量方法,关于该方法原理的详细 分析将另文发表。采用该方法测量时,不仅不损伤 薄膜,不需要施加高的工作电压,而且样品容易制 备,实验操作简便,特别适宜于样品的动态弛豫过程 的跟踪检测。

由于极化纳米晶聚合物复合薄膜中生色团偶极 子的取向程度直接影响到材料电光系数的大小,因此,通过检测极化后薄膜样品的线性电光系数的衰减,可以对聚合物主体中生色团的取向弛豫过程进行研究。

### 2 测量原理

纳米晶聚合物复合薄膜在被极化之前宏观上表 现为各向同性 极化后其点群为∞ nm ,光率体为旋 转椭球

$$\frac{x^2 + y^2}{n_o^2} + \frac{z^2}{n_e^2} = 1 , \qquad (1)$$

其中 ,n<sub>o</sub>和 n<sub>e</sub>分别为寻常光、非常光的主折射率。 考虑到极化聚合物薄膜的对称性 ,及克莱门 (Kleimann)全对称 ,聚合物的线性电光系数 γ<sub>ij</sub> 仅有 两个非零的张量分量 γ<sub>33</sub> 和 γ<sub>13</sub> ,记作

$$\begin{bmatrix} 0 & 0 & \gamma_{13} \\ 0 & 0 & \gamma_{13} \\ 0 & 0 & \gamma_{33} \\ 0 & \gamma_{13} & 0 \\ \gamma_{13} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}, \qquad (2)$$

<sup>\*</sup> 国家自然科学基金(60077016、69890230) 晶体材料国 家重点实验室开放经费资助课题。

收稿日期 20001-05-25; 收到修改稿日期 2001-10-04

当在 z 方向施加外电场时 ,即  $E = E_z = V/d =$ ( $V_m \sin \omega t$ ) d ,V 为所加的调制电压 , $V_m$  为调制电 压的峰值 ,d 为薄膜厚度 ,由于聚合物的线性电光效 应 ,折射率椭球会发生变化 ,并有以下关系成立 :

$$\Delta n_x = \Delta n_y = \Delta n_o = -\frac{1}{2} n_o^3 \gamma_{13} E_z ,$$
  

$$\Delta n_z = \Delta n_e = -\frac{1}{2} n_e^3 \gamma_{33} E_z .$$
(3)

如果令线偏振光以图 1 所示方式入射到第一块玻璃 衬底的表面,入射角为 $\theta$  经折射后以 $\theta_g$ 角入射到聚 合物薄膜上,在薄膜内因双折射可以分解为强度相 等的两束 s 波和 p 波,偏振方向分别垂直及平行于 入射面 s 波的折射角为  $\alpha_s$   $\rho$  波的折射角为  $\alpha_p$  ,它们 穿过薄膜后以相同的角度  $\theta_g$  折射进入第二块玻璃 衬底,然后以  $\theta$  角入射到空气中。s 波在薄膜介质中 会发生依赖于  $n_x$  的相位延迟  $\rho$  波在薄膜介质中会 发生依赖于  $n_y$  与 $n_z$  的相位延迟 ,p 波和 s 波的折射 率变化分别为

$$\Delta n_{\rm s} = \Delta n_{\rm o} ,$$

$$\Delta n_{\rm p} \approx \Delta n_{\rm o} \cos^2 \alpha_{\rm p} + \Delta n_{\rm e} \sin^2 \alpha_{\rm p} .$$

$$(4)$$

令玻璃衬底的折射率为  $n_g$ ,由斯涅耳(Snell)定律得:

$$\sin\theta = n_{s}\sin\alpha_{s} - n_{p}\sin\alpha_{p} = n_{g}\sin\theta_{g}.$$
 (5)  
由图 1,可近似设  $\alpha \approx \alpha_{s} \approx \alpha_{p}$ 则电场 *E* 使 p 波  
和 s 波的光程差的变化为

$$\Delta L = (L_{\rm p} - L_{\rm s}) = \left[\frac{dn_{\rm p}}{\cos\alpha_{\rm p}} - \frac{dn_{\rm s}}{\cos\alpha_{\rm s}} + dn_{\rm g}(\tan\alpha_{\rm s} - \tan\alpha_{\rm p})\sin\theta_{\rm g}\right] \approx -\frac{1}{3} \frac{\sin^{2}\alpha}{\cos\alpha} n^{3} \gamma_{33} V_{\rm m} \sin\omega t , \qquad (6)$$

其中  $L_s$ 和  $L_p$ 分别为 s 波和 p 波的光程  $n_o \approx n_e \approx n$  , *n* 为样品的折射率。

在图 1 中 p 波和 s 波总的相位差  $\varphi_{s}$  为

$$\varphi_{\rm sp} = 90^\circ + \phi_{\rm sp}$$
 , (7)

其中  $\phi_{sp} = (2\pi/\lambda) \Delta L 90^{\circ}$  是由四分之一波片所引起的相位差。

p 波和 s 波通过检偏器后的光强为

$$I_{\rm c} + I = 2I_{\rm c} \sin^2 \left( \frac{90^{\circ} + \phi_{\rm sp}}{2} \right),$$
 (8)

其中 21。为最大输出光强。

在  $\phi_{sp}$  较小的情况下 ,由(8)式整理得

$$I/I_{\rm c} \approx \phi_{\rm sp}$$
, (9)

由(6)式,并令  $I_m$  为测得的调制光强的幅度,有

$$rac{I_{
m m}}{I_{
m c}} pprox \phi_{
m sp} = - \phi_{
m sp} = -rac{2\pi}{\lambda} \Delta L_{
m p} - L_{
m s}$$
 ),

整理得到

$$\gamma_{33} = \frac{3\lambda I_{\rm m}}{2\pi I_{\rm c} V_{\rm m}} \frac{(n^2 - \sin^2 \theta)^{1/2}}{n^2 \sin^2 \theta}.$$
 (10)

这里 利用了  $\gamma_{33} \approx 3\gamma_{13}$  的近似。式中 , $I_m$ 、 $V_m$  和  $I_c$ 的值可由实验得出 ,于是 ,只要测得 n 和 $\theta$  的值 ,就 可以求出  $\gamma_{33}$ 。



Fig. 1 Geometry for electro-optic measurements

# 3 实 验

### 3.1 样品的制备

为使薄膜材料具有较高的电光优值和良好的稳 定性,我们选择自制的钛酸铅(PbTiO<sub>3</sub>)纳米微晶作 为非线性电光基元,其粒度约为40 nm,并选择聚醚 醚酮(PEK-c)为基质,该材料介电常数小,玻璃化温 度约为225℃。

将钛酸铅纳米微晶以适当的比例溶于 PEK-c 的氯仿溶液中,得到质量比为 0.1 的钛酸铅纳米晶 的溶液。将配置好的溶液充分混合均匀后,采用旋 涂法在折射率 n<sub>3</sub> = 1.5147(632.8 nm)的 ITO 玻璃 基片上制成厚度均匀的薄膜。然后,将薄膜样品置 于真空烘箱中,在 60 ℃温度条件下恒温 12 h,以充 分除去薄膜中所含的溶剂。利用准波导 *m* 线耦合 技术,测得薄膜的厚度为 2.41 µm,样品结构如图 1。

利用电晕极化技术对制备的 PbTiO<sub>3</sub>-PEK-c 样 品进行极化 极化的条件选择为 :电压 6 kV ,电流小 于等于 2 µA ,温度 160 ℃ ,极化约 30 min ,关掉升温 装置后继续通电 2 h 左右。

#### 实验装置 3.2

电光测量装置如图 2 所示。光源为 He-Ne 激 光.波长为 632.8 nm。调整起偏器.使入射光的偏 振方向与入射面成 45°夹角,检偏器与起偏器正交。

锁相放大器的本机输出正弦信号作为加在样品上的 调制信号 p 波和 s 波通过检偏器后的干涉经探测 器转变为电压信号。然后进入锁相放大器进行检测。



Fig. 2 Schematic of the setup of electro-optic measurement

#### 实验结果及讨论 4

对极化后的薄膜样品,其线性电光系数的测量 结果如表1所示。

从 10 试可看出,对于给定的纳米晶聚合物复 合薄膜,在 $n, \theta, \lambda, I_c$ 一定的条件下,检测信号 $I_m$ 应与调制电压 V<sub>m</sub> 成正比 图 3 给出了这一结果。

Table 1. The results of the linear electro-optic coefficient of nano-crystal and polymer composite thin film PT/PEK-c

refractive index $n$	angle of incidence $\theta/^{\circ}$	( $V_{\rm m}/\sqrt{2}$ )/V	( $I_{ m m}/\!\sqrt{2}$ ) $/\mu{ m V}$	$2I_{\rm c}/{ m V}$	$\gamma_{33}$ /( pm/V )	$\overline{\gamma}_{ m _{33}}$ /( pm/V )
1.6441	30	1	7.21	0.407	24.80	23.97
		2	14.42		24.80	
		3	22.53		25.85	
		4	25.71		22.12	
		5	32.35		22.26	
35 30 26						





Fig. 3 Linear relation between  $I_{\rm m}$  and  $V_{\rm m}$ 

测量时需要注意的是 ,He-Ne 激光的稳定性对 测量结果有较大的影响。当激光的输出功率发生起 伏时,即 I。的值不再是常数,它的交流成份便耦合 到电光信号中,成为噪声,因此,应尽量保证激光输 出的稳定性。

通过检测极化后样品的线性电光系数随时间的 衰减 可以得到聚合物主体中生色团取向弛豫过程 的信息。一般认为 由于聚合物固有的特点 掺杂于 聚合物中的生色团的取向度会迅速弛豫并趋于稳 定 实验结果与此基本符合 如图 4 所示。

将实验结果按如下函数进行拟合

### Fig. 4 Decay of linear EO coefficient with time

 $y(t) = y_0 + A \exp(-t/\tau)$ , (11)拟合得到的弛豫时间常数为 $\tau = 4.053$  day = 5836 min。 拟合的结果表明,在最初的10天内样品 电光系数的衰减较快,这是因为薄膜材料中的非线 性基团在外加电场的作用下极化取向结束后,由于 聚合物骨架的位阻效应 使取向聚合物薄膜处于亚 稳状态 当非线性基团翻转势垒较小时 由于聚合物 骨架的振动 极性基团将发生翻转 但随着时间的推 移 薄膜材料中的非线性基团的极化取向状态日趋 平衡, 电光系数的衰减变化也日趋平缓。实验现象 证实了我们在复合薄膜材料设计时的预想。

为了有效地解决极化样品的快速衰减弛豫的问题 我们采用钛酸铅(PbTiO₃)纳米微晶作为非线性 基团,以减小聚合物的自由体积;并选择分子链振动 较弱、具有较高玻璃化温度(约为 225 ℃)的聚醚醚 酮(PEK-c)作为基质,以增大非线性基团钛酸铅纳 米微晶的翻转势垒,从而极大地提高了极化聚合物 复合薄膜电光性能的稳定性。弛豫曲线也表明大约 在 15 天后,薄膜材料逐渐趋向稳定。

结论 采用简单透射技术测量复合薄膜的线性电光 系数,虽简便易行,特别适宜于样品的动态弛豫过程 的跟踪检测,但该方法却存在明显的局限性,它较适 合于聚合物中生色团含量较小且极化取向度不太高 的情况,而对各向异性较强的电光聚合物复合材料, 采用该方法时必须考虑 $n_0$ 和 $n_e$ 差异,以及 $\gamma_{33}$ 与  $\gamma_{13}$ 的准确关系。

### 参考文献

- [1] Kippelen B, Marder S R, Hendrickx E et al.. Infrared photorefractive polymers and their applications for imaging. Science, 1998, 279 (5347) 54~57
- [2] Marder S R, Kippelen B, Jen A K Y *et al*.. Design and synthesis of chromophores and polymers for electro-optic

and phtotorefractive applications. Nature , 1997 ,  $\mathbf{388}$  ( 6645 )  $845{\sim}851$ 

- [3] Singer K D, Kuzyk M G, Holland W R et al.. Electrooptic phase modulation and optical second-harmonic generation in corona-poled polymer films. Appl. Phys. Lett., 1988, 53 (19):1800~1802
- [4] Dentan V, Levy Y, Dumont M et al.. Electrooptic properties of a ferroelectric polymer studied by attenuated total reflection. Opt. Commun., 1989, 69(5,6):379~ 383
- [5] Page R H, Jurich M C, Reck B et al.. Electrochromic and optical waveguides studies of corona-poled electro-optic polymer films. J. Opt. Soc. Am. (B), 1990, 7(7): 1239~1253
- [6] Horsthuis W H G, Krijnen G J M. Simple measuring method for electro-optic coefficients in poled polymer waveguides. Appl. Phys. Lett., 1989, 55(7):616~618
- [7] Wang Shufeng, Huang Zhiwen, Chen Zhijian et al...
  Electro-optic and photorefractive properties of doped poly
  (N-vinylcarbazole). Chin. Phys. Lett., 1997, 14(6):
  474~477
- [8] Teng C C, Man H T. Simple reflection technique for measuring the electro-optic coefficient of poled polymers. *Appl. Phys. Lett.*, 1990, 56 (18):1734~1736
- [9] Schildkraut J S. Determination of the electrooptic coefficient of a poled polymer film. *Appl. Opt.*, 1990, 29 (19) 2839~2841

# Electro-Optic Properties and Relaxation of Nano-Crystal and Polymer Composite Thin Film PbTiO<sub>3</sub>-PEK-c

Ren Quan<sup>1</sup>) Lü Zenghai Ma Changbao<sup>2</sup>) Guo Shiyi<sup>2</sup>) Yang Xudong<sup>1</sup>) Xu Dong<sup>2</sup>) Wang Shaowei<sup>2</sup>) Zhang Guanghui<sup>2</sup>) Wang Zhigang<sup>1</sup>)

(1), Department of Optics, Shandong University, Jinan 250100

(2), National Laboratory of Crystal Materials, Shandong University, Jinan 250100

(Received 25 May 2001; revised 4 October 2001)

**Abstract**: Polyetherketone (PEK-c) guest-host polymer thin films doped with nano-crystal (PbTiO<sub>3</sub>) were prepared. The linear electro-optic coefficient (Pockels coefficient) of the composite thin film was measured by the simple transmission technique. And the relaxation of electro-optic coefficient of the film was investigated.

Key words : nano-crystal and polymer composite thin film ; electro-optic coefficient ; relaxation