铁电薄膜铁电性能的表征

张楚珩(121120173) zhangchuheng123@live.com

2015年12月4日

1 引言

铁电体是这样一类晶体:在一定温度范围内存在自发极化,自发极化具有两个或多个可能的取向,其取向可能随电场而转向。铁电体并不含"铁",只是它与铁磁体具有磁滞回线相类似,具有电滞回线,因而称为铁电体。在某一温度以上,它为顺电相,无铁电性,其介电常数服从居里-外斯(Curit-Weiss)定律。铁电相与顺电相之间的转变通常称为铁电相变,该温度称为居里温度或居里点Tc。铁电体即使在没有外界电场作用下,内部也会出现极化,这种极化称为自发极化。自发极化的出现是与这一类材料的晶体结构有关的。

晶体的对称性可以划分为32种点群。在无中 心对称的21种晶体类型种除432点群外其余20种 都有压电效应,而这20种压电晶体中又有10种 具热释电现象。热释电晶体是具有自发极化的 晶体,但因表面电荷的抵偿作用,其极化电矩不 能显示出来,只有当温度改变,电矩(即极化强 度)发生变化,才能显示固有的极化,这可以通 过测量一闭合回路中流动的电荷来观测。热释 电就是指改变温度才能显示电极化的现象,铁电 体又是热释电晶体中的一小类,其特点就是自发 极化强度可因电场作用而反向,因而极化强度和 电场E之间形成电滞回线是铁电体的一个主要特 性。

自发极化可用矢量来描述,自发极化出现在 晶体中造成一个特殊的方向。晶体中,每个晶胞 中原子的构型使正负电荷重心沿这个特殊方向 发生相对位移,使电荷正负重心不重合,形成电 偶极矩。整个晶体在该方向上呈现极性,一端为 正,一端为负。在其正负端分别有一层正和负的 束缚电荷。束缚电荷产生的电场在晶体内部与极 化反向(称为退极化场),使静电能升高,在受

机械约束时,伴随着自发极化的应变还将使应变 能增加,所以均匀极化的状态是不稳定的,晶体 将分成若干小区域,每个小区域内部电偶极子沿 同一方向,但各个小区域电偶极子方向不同,这 些小区域称为电畴或畴,畴的间界叫畴壁。畴的 出现使晶体的静电能和应变能降低,但畴壁的存 在引入了畴壁能。总自由能取极小值的条件决定 了电畴的稳构型。

2 实验目的

- 了解什么是铁电体,什么是电滞回线及其测量原理和方法。
- 了解非挥发铁电体随机读取存储器的工作原 理及性能表征。

3 实验原理

- 3.1 铁电体的特点
- 3.1.1 电滞回线

铁电体的极化随外电场的变化而变化,但 电场较强时,极化与电场之间呈非线性关系。 在电场作用下新畴成核长, 畴壁移动, 导致极 化转向,在电场很弱时,极化线性地依赖于电 场 见图1,此时可逆的畴壁移动成为不可逆的, 极化随电场的增加比线性段快。当电场达到相 应于B点值时,晶体成为单畴,极化趋于饱和。 电场进一步增强时,由于感应极化的增加,总 极化仍然有所增大(BC段)。如果趋于饱和 后电场减小,极化将循CBD段曲线减小,以致当 电场达到零时,晶体仍保留在宏观极化状态, 线段0D表示的极化称为剩余极化 P_r (Permanent polarization)。将线段CB外推到与极化轴相交 于E,则线段OE 为饱和自发极化Ps。如果电场 反向,极化将随之降低并改变方向,直到电场等 于某一值时,极化又将趋于饱和。这一过程如曲 线DFG所示,OF所代表的电场是使极化等于零的 电场,称为矫顽场 E_c (Covercive field)。电 场在正负饱和值之间循环一周时,极化与电场的 关系如曲线CBDFGHC所示,此曲线称为电滞回线 (Hysteresis loop) .

电滞回线可以用图2的装置显示出来(这就 是著名的Sawyer-Tower电路),以铁电晶体作介 质的电容 C_x 上的电压V是加在示波器的水平电 极板上,与 C_x 串联一个恒定电容 C_y (即普通电



图 1: 铁电体的电滞回线



图 2: 电滞回线的显示

容), C_y 上的电压 V_y 加在示波器的垂直电极板上, 很容易证明 V_y 与铁电体的极化强度P成正比, 因而示波器显示的图象, 纵坐标反映P的变化, 而横坐标 V_x 与加在铁电体上外电场强成正比, 因而就可直接观测到P - E的电滞回线。

3.1.2 居里点

当温度高于某一临界温度*T*_c时,晶体的铁电 性消失。这一温度称为铁电体的居里点。由于铁 电体的消失或出现总是伴随着晶格结构的转变, 所以是个相变过程,已发现铁电体存在两种相 变:一级相变伴随着潜热的产生,二级相变呈现 比热的突变,而无潜热发生,又铁电相中自发极 化总是和电致形变联系在一起,所以铁电相的晶 格结构的对称性要比非铁电相为低。如果晶体具 有两个或多个铁电相时,最高的一个相变温度称 为居里点,其它则称为转变温度。

3.1.3 居里-外斯定律

由于极化的非线性,铁电体的介电常数不是 和频、差频器;利用电光性质可制常数,而是依赖于外加电场的,一般以OA曲线 关、光偏转器、光调制器等;利用 (图1)在原点的斜率代表介电常数,即在测量 作激光声光开关、声光偏转器、 介电常数时,所加外电场很小,铁电体在转变 利用光折变效应可制作光存储器件 温度附近时,介电常数具有很大的数值,数量级 的铁电性可制作铁电记忆存储器。

达10⁴ ~ 10⁵。当温度高于居里点时,介电常数 随温度变化的关系为

$$\epsilon = \frac{C}{T - T_0} + \epsilon_\infty \tag{1}$$

3.1.4 铁电体的分类

铁电体的分类方法有很多,按照所含的基本 单元的不同可划分为以下几种:

- 1. 含氧八面体的铁电体
- 2. 含氢键的氧八面体
- 3. 含其他离子基团的铁电体
- 4. 铁电聚合物与铁电液晶

其中含氧八面体的铁电体是铁电体研究的一 个主要方向,根据其空间排列方式,铁电体还可 以从结构上进一步分为

- 1. 钙钛矿结构: 通式ABO3
- 2. 焦绿石结构: 通式A2B2O7
- 3. 乌青铜结构: 通式AB₂O₆
- Bi系层状钙钛矿结构,又称Aurivllius结构:通式(Bi₂O₂)²⁺(A_{m-1}B_mO_{3m+1})²⁻
- 3.2 铁电体的应用

铁电体具有介电、压电、热释电、铁电性质 以及与之相关的电致伸缩性质、非线性光学性 质、电光性质、声光性质、光折变性质、铁电记 忆存储性能等等,都与其电极化性质相关,特别 是电介质的热释电与铁电性质都与其自发极化 相关。由于铁电体具有上述性质,因而在诸多高 技术中有着很重要的应用。利用其压电性能可 制作电声换能器,用于超声波探测,声纳,稳频 振谐器,声表面波器件等;利用其热释电性质可 制作红外探测器,红外监视器,热成像系统等; 利用非线性光学效应可制作激光倍频、三倍频、 和频、差频器;利用电光性质可制作激光电光开 关、光偏转器、光调制器等;利用声光效应可制 作激光声光开关、声光偏转器、声光调制器等; 利用光折变效应可制作光存储器件;而铁电材料 的铁电性可制作铁电记忆存储器。

3.3 铁电记忆存储器

铁电记忆存储器 (Ferroelectric Memorv) 是利用铁电体所具有的电滞回线性质。如图1所 示,当加到铁电体上电场为零时,铁电体上仍 保持有一定的极化强度+ P_r (或– P_r),这个极 化电荷的符号取决于该电体上原加场的符号。 若原来加的正场,则当外场变为零场时,铁电体 上为正的剩余极化(+Pr)而若是从负场变到零 场,则此时剩余极化为负(-P_r)。正是利用这 无外场时所有的两个稳定极化Pr作为计算机编码 $0(+P_r)$ 和 $1(-P_r)$,这就是铁电记忆及逻辑 电路的基础。

铁电记忆存储是铁电体极少数利用铁电体的 铁电性能去工作,而不是其他性能(如热电、压 电、电光等)的应用。在非挥发性铁电存储器应 用中,即使电源突然中断,其储存的信息也可 保持。铁电体不仅作为一个电容,而且其本身也 作为一个存储单元。铁电存储器由于其尺寸小 (是通常可擦除随机只读存储器的20%),抗辐 照(特别适用于军用和航天使用),存储读取速 度高,容易与硅工艺相容,因而有很好的前景。 目前铁电随机存储器已有商品销售,由其为核心 的智能卡及作为嵌入式芯片已用于众多家电的控 制器如洗衣机、游戏机、电视频道存储记忆器、 复印机、收费站刷卡等等方面,随大存储量的产 品出现将在数码相机、随身听中使用,市场前景 看好。

铁电材料的铁电性能最为重要的表征是其电 滞回线所反映的铁电性能,包括饱和极化Ps, 永久极化Pr, 矫顽场Ec等, 而对于用于铁电存 储器的铁电薄膜来讲,除此之外还有漏电流Ik, 铁电疲劳性能(永久极化与开关次数关系 $P_r \sim$ n) 及铁电保持性能(永久极化与时间关系Pr~ t)。通常要求永久极化 $P_r < 10\mu C/cm^2$,低矫 顽场 $E_c < 100 kV/cm$ 。好的疲劳特性,在铁电翻 转10¹⁰次时,永久极化很少变化。在10⁵秒内可 较好的保持电荷,漏电流小于10⁻⁷A/cm²。

3.4 铁电体的制备

铁电薄膜制备方法多种多样,常见的大致可 以分为两类:一类属于物理气相沉积(PVD)方 法,常见的有脉冲激光沉积法 (Pulsed Laser Deposition, PLD)、激光分子束外延(Laser-Molecular Beam Epitaxy)等;另一类属于化 学气相沉积法 (CVD), 常见的有金属有机源气 相沉积(MOCVD)和原子层化学气相沉积(AL- 较慢,组分和结构的均匀性比较难于控制。

CVD)。此外还有热蒸发法、湿氧化法等其他制 备方法。下面简要介绍几种常见的制备方法。

3.4.1 Sol-Gel凝胶法

Sol-Gel凝胶法是将金属的醇盐或其他有机 盐溶解于同一溶剂中,经过水解、聚合反应形成 溶胶。通过甩胶在基片上形成薄膜,经过干燥和 退火处理,形成铁电薄膜。此方法能够精确控制 膜的化学计量比和掺杂,易于制备大面积的薄 膜,适于大批量生产,设备简单,成本低,可与 微电子工艺技术相兼容。但这种方法易有不足之 处,如膜的致密性较差,干燥处理过程中薄膜易 出现龟裂现象,薄膜结构和生长速率对基片和电 极材料很敏感。迄今为止,利用该方法已制备出 PT、PZT、PLZT、BT、ST、BST等多种铁电薄膜。

3.4.2 MOCVD法

MOCVD法是将反应气体和气化的金属有机物 前体溶液通过反应室, 经过热分解沉积在加热 的衬底上形成薄膜。此法的主要优点是薄膜生 长速率快,可制备大面积薄膜,能精确控制薄膜 的化学组分和厚度。但这种方法受制于金属有机 源(MO)的合成技术,难以找到合适的金属有机 源,仅能用于少数几中薄膜的制备。采用此方法 已制备出PT、PZT、PLZT、BT及LN等铁电薄膜。

3.4.3 PLD法

PLD法是20世纪80年代发展起来的一种新型 薄膜沉积技术。它利用高功率的准分子脉冲激 光照射到一定组分比的靶材上,使靶表面的数 十米厚的物质转变为羽辉状等离子体,沉积到衬 底上形成薄膜。这种方法的主要优点是: 能源无 污染:薄膜成分与靶材完全一致,因而可严格控 制; 衬底温度较低, 可获得外延单晶膜; 成膜速 率快。但这种方法难以制备大面积均匀性好的薄 膜。目前利用PLD方法已制备了PT、PZT、BTO、 及KTN等铁电薄膜。

3.4.4 溅射法

溅射法包括直流溅射、射频磁控溅射和离子 束溅射。溅射法的主要优点是工艺比较成熟,沉 积温度较低,可获得外延膜。但这种沉积膜速率

4 实验内容

4.1 实验主要内容摘要

测量铁电薄膜样品的电滞回线,画出电滞回 线及得到铁电薄膜材料的饱和极化±P_s、剩余极 化±P_r、矫顽场±E_c。

4.2 实验步骤

- 1. 准备工作: 首先开启计算机, 阅读仪器说明 书。
- 初始化:在低电压(100V)下运行测量软件,开启测量仪,并检查探针位置是否正确。
- 确定高压区间ΔV:调整高电压和低电压, 观察能出现标准电滞回线的最大和最小的 电压值,并记录为Vmax和Vmin,高压区间 为ΔV = Vmax - Vmin。值得注意的是,软 件中输入的高压值在本次试验的试验仪上 通常达不到,因此需要输入比目标电压更高 一些的电压值,电压值以实际高压为准。备 注:高压区间指的是保持标准电滞回线的最 低和最高电压。
- 测量电滞回线:在刚刚确定的那个电压范围内,选择五个电压值,间隔为ΔV/5,分别测量在这五个电压值下的电滞回线,并且保留电滞回线测量数据。
- 5. 拷贝并带回电滞回线测量数据,以便于后续 数据处理使用。
- 实验结束后,先关闭测量仪,后关闭计算机。
- 7. 用电滞回线测量数据,计算相应的数 据*P_r、P_s、E_c*。

4.3 试验结果与数据处理

根据实验中得到的数据,我们可以画出相应的电压 V_y (正比于极化P)对于外加电压U(正比于电场E)的图,相应的作图如图3所示。值得注意的是,我们作图的数据并不直接是极化相对于电场强度的关系,而是电压 $V_y(mV) \sim U(V)$ 的关系,它们与我们需要测试的量成正比关系,因此图形形态上一样。

下面我们对于实验数据进行处理,可以得 到不同高压下的自发极化P_s(nC/cm²)随外加电 压U(V)的变化关系、剩余极化P_r(nC/cm²)随外 加电压U(V)的变化关系以及矫顽场E_c(V)随外加 电压U(V)的变化关系。我们将相应的关系作图 画出,如图4所示。值得注意的是由电压V_y到极 化P的换算由具体的测试仪器参数决定,下图中 作图所用到的极化值由测试软件算出。

4.4 实验结果讨论与分析

在实验中,我们观察到如下一些显著的现 象:

- 电滞回线总体上呈现出中心对称的形态,在 一些细节处表现出不对称的特征。例如在穿 越负V,,轴处出现的跳变等。
- 随着外加电压的增大,电滞回线形态上"由 胖变瘦",与坐标轴围成的面积变大。
- 随着外加电场的增大,自发极化P_s、剩余极 化P_r和矫顽场E_c总体上都增大,并且对于剩 余极化P_r和矫顽场E_c而言,其正向比负向的 绝对值要大。

对于上述的某些现象给出一些相应的分析:

- 我们得到的大体中心对称形态的电滞回线与 我们预期的标准电滞回线形态上吻合,说明 本次试验装置的设置大体正确。
- 从理论上来说,电滞回线的产生是因为畴 壁在外场作用下翻转是存在极化弛豫。铁 电体由于极化弛豫会产生极化损耗,该行 为不可逆,会产生能量损耗,能量损耗的量 度可以由P – E回线围成的面积计算得出。 通过量纲分析,P的量纲为C/m²,E的量纲 为V/m,因此他们乘积A = P × E的量纲 为V/m,因此他们乘积A = P × E的量纲 为J/m³,与能量成正比,其含义为损耗的 能量。因此我们可以得出结论,随着外加电 压的增大,电场反转的损耗也增大。另外, 对于顺电体来说,极化强度与电场呈线性关 系,因此没有极化损耗,表现为P – E曲线 围成的面积为零,因此无法观察到回线。
- 电滞回线的形态有以下三个因素共同作用形成:电畴反转过程提供的极化电荷Q_s(这里的Q代表电荷,它是由等效电路分析方法中得到的,详见文献[1])、线性感应极化过



图 3: 不同高压下的 $V_y(mV) \sim U(V)$



图 4: 1) 自发极化 $P_s(nC/cm^2)$ 随外加电压U(V)的变化关系; 2) 剩余极化 $P_r(nC/cm^2)$ 随外加电 压U(V)的变化关系; 3) 矫顽场 $E_c(V)$ 随外加电压U(V)的变化关系;

程提供的电荷 Q_i 、漏电电导和感应极化损耗 提供的电荷 Q_r 。其中 Q_s 是我们感兴趣的、 可以形成一个回线的部分,它是由于电畴反 转引起的; Q_r 使得回线的饱和支、上升支 和下降支发生倾斜; Q_i 使得回线的饱和支畸 变形成一个环状端。

 为了消除上述提到的Q_r和Q_i的不良影响, 可以在基础的Sawyer-Tower电路的基础上, 采取频率补偿法、电阻补偿法、移相补偿 法、线性补偿法等方法以得到更为准确的电 滞回线。

参考文献

- [1] 姚熹. 电滞回线的测量——Sawyer-Tower 电路的改进. 西安交通大学学报, 1980.
- [2] 沙振舜,黄润生 新编近代物理实验. 南京大学出版社, 2002.