卒業論文要旨

システム工学群

機能性材料工学研究室 1180144 藤澤 克行

#### 1. 緒言

E電セラミックスは荷重を負荷すると電位差が生じる圧 電効果と電界を負荷すると微小変形が生じる逆圧電効果を 有する.このため工業分野では振動センサーや高精度位置制 御用アクチュエータなどで幅広く使用されている.このよう なデバイスの使用状況において,繰返し電界負荷を受ける場 合が多く存在する.特に圧電セラミックスは脆性材料なので 微小なき裂であっても,繰返し電界負荷によってそのき裂が 進展し,システムが致命的な破壊に至ることも考えられるの で,このような状況下でのき裂進展挙動を明らかにしておく ことも重要である.

研究室ではこれまでに二次元貫通切欠きを有する PZT 試 験片を用いて正弦波,矩形波および台形波状の電界を負荷し た場合のき裂の進展挙動影響の調査が行われてきた.き裂長 さ,進展速度は負荷する電界に依存し,矩形波状の電界を負 荷した場合では正弦波状の電界に比べて,き裂進展が助長さ れることや,き裂進展速度が速くなることに加えて,進展速 度のばらつきも大きくなることが明らかにされた.本研究で は PZT と異なる圧電特性を持つリラクサー型圧電セラミッ クス PNN-PZT(0.55Pb(Ni<sub>1/3</sub>Nb<sub>2/3</sub>)O<sub>3</sub>-0.45Pb(Zr<sub>0.3</sub>Ti<sub>0.7</sub>)O<sub>3</sub>) を用いて,正弦波状および矩形波状の繰返し電界下,き裂の 進展挙動に及ぼす影響を調査し,材料間での挙動の違いを調 査した.

### 2. 実験材料

対象となる PNN-PZT 分極材は研究室にて自製した. 原材 料として PbO, Nb<sub>2</sub>O<sub>5</sub>,NiO, TiO<sub>2</sub>, ZrO<sub>2</sub>を用いてこれらを 化学量論的に調合し、エタノールを加えてポットミルによっ て混合および粉砕を48時間行った.エタノールを除去し、 マッフル炉にて仮焼きを行った.この仮焼き粉とバインダー を練合し、 寸法が 25mm×40mm の成形型に入れ、 90MPa で加圧し,厚さが 1mm となるように,成形体を焼結した. 焼結後,25mm×20mm の寸法に切り出し,研磨し,銀ペー ストを塗布して焼成を行った.表1に仮焼き温度および成形 体の焼結温度,銀の焼成温度を示す.分極処理として PNN-PZT 片をセットし、ホットプレートの上で 90℃に加熱 したシリコンオイル中で30分間2kV/mmの電界を負荷した. その後ホットプレートからビーカーを自然冷却しながら, さ らに 30 分間電界を保持した.分極処理後,変性エタノール に12時間浸し、エイジングを行った.圧電定数、比誘電率、 誘電損失の平均値はそれぞれ 548pC/N, 4966, 0.0312 であ った. PNN-PZT 分極材を 5mm×5mm に切り出し, 深さが 2~2.5mmの切欠きを厚さ方向中心に入れ、試験片とした.

Table1 Conditions of specimen preparation

Calcining	900°C/4hours
Sintering	1200°C/7hours
Silver baking	800°C/20minutes

### 3. 実験方法

試験台に試験片を接着し、シリコンオイルが入った油槽に 浸漬した.そして導線を接続した試験片に信号発生器と増幅 器を用いて電界を負荷した.電界波形は正弦波、400、600、 800、900 および 1000V/mm,また矩形波、500 および 600V/mmの条件とした.平均電界は0とした.周波数はす べての条件で5Hzとした.また実験温度は実験室温度とし た.実験システムを模式的に図1に示す.

き裂長さの測定間隔は電界負荷の開始から最初の測定を 1分後とし、その後は適宜、測定間隔を広げ最大 24 時間間 隔でき裂長さの測定を行った。切欠き底からのき裂長さを c とし、また電界負荷の繰返し数を N とする。き裂進展速度 dc/dN は単位繰返し数あたりのき裂進展長さの増加量とし た。



Fig.1 Schematic illustration experimental system

# 4. 実験結果

## 4.1. き裂進展挙動

実験条件のうち,き裂進展が生じた条件について,図2および図3に電界負荷の繰返し数とき裂長さの関係として結果を示す.矢印が付いているプロットは,48時間以上き裂進展が無く,き裂が停留したことを表している.

図2に正弦波電界,900V/mm および1000V/mm の電界を 負荷した場合の結果を示す.900V/mm での実験では最終的 に測定していたき裂と,測定面上の他のき裂と合体したため この時点で実験を終了した.また900V/mm,1000V/mm 共 に実験終了後の圧電定数を測定した結果,分極方向が全面的 に反転していることが分かった.先行研究で用いられたPZT における実験では正弦波電界,400および600V/mm でき裂 進展が生じたが,PNN-PZT では同じ条件ではき裂進展が生 じなかった.またき裂長さはPNN-PZT,1000V/mm および 900V/mm 共に0.4mm 程度で大きな差異は見られなかった.

図3に矩形波電界,500V/mmおよび600V/mmの電界を 負荷した時の結果と,比較のためPZTに同様の電界を負荷 した結果をまとめて示す. 600V/mmではPNN-PZTにお いてき裂進展が停留したが,全ての試験片において実験終了 後の全面的な分極反転が見られた.PZTに500および 600V/mmの矩形波電界を負荷した場合において,共にき裂 は約 1.4mm まで進展した. PNN-PZT と比較すると 500V/mm では約 0.5mm 短く, 600V/m では 1.2mm, PNN-PZT の方が短かった.

次に分極反転について考察する.先行研究では PZT にお いて,き裂先端付近での部分的な分極反転によって繰返しひ ずみが生じ,これが電界負荷時に駆動力となり,き裂進展を 助長すると考えられた.本研究では矩形波電界において, 500V/mm で 0.9mm まで進展したが,高い電界の 600V/mm では 0.2mm 程度で停留した.これは先に述べたように高い 電界下では PNN-PZT が全面的に分極反転をしたためと考 えられる.また正弦波電界でき裂進展が生じたのは, 900V/mm 以上の高い電界を負荷した場合であったが,停留 したき裂長さが 0.4mm と短かったのも,同様に全面的な分 極反転が生じていたためと考えられる.



Fig.2. Relationships crack length and number of cycles by sine wave



cycles by rectangular wave

### 4.2. き裂進展速度

4.1 節に示したき裂長さの結果より,き裂進展速度 dddN を算出した.dddNとき裂長さ cの関係を結果を図 4に示す. 矩形波電界,500V/mmのき裂進展速度はややばらつきがみ られたが,き裂長さの増加と共に dddNは緩やかに低下した が,それ以外の条件では dddNは急激に低下した.これは, 先に述べた材料の分極反転の挙動と関係しており, 500V/mmではき裂先端付近などで一部に分極反転が生じた ことによる局所的な繰返しひずみがき裂進展を加速させて いると考えられる.



### 5. 破面様相観察

実験終了後,矩形波電界,600V/mm で実験を行った試験 片を SEM で観察した.図5に切欠き底付近のSEM 画像を 示す.繰返し電界負荷によるき裂の破面は粒界割れが支配的 であった.しかしながら,き裂前縁の形状は一様ではなく, き裂が内部ではあまり進展していない様相が見られ,この点 は PZT と異なる結果であった.また本材料には空隙が多く 存在したが,この周囲は粒界割れが多く見られた.



Fig.5. SEM observations of fracture surface

### 6. 結言

- (1)矩形波電界を負荷した場合,正弦波状の電界を負荷した場合と比べて,低い電界でき裂が発生しやすく,早期よりき 裂が発生しやすいが,進展速度がばらつく傾向がある.
- (2) PNN-PZT に正弦波および矩形波電界を負荷した場合,き 裂進展は生じるが,電場の繰返し数の増加に伴い,全面的 な分極反転が起こりやすく, PZT よりもき裂進展が生じに くい.
- (3)き裂は内部までき裂進展せず、また空隙周りは粒界割れが 支配的となる.