CZESŁAW KUŚ, ZYGMUNT WROBEL

Charakterystyki prądowo – czasowe w układzie metal – NaNbO₃ – metal

WSTEP

W materiałach ferroslektrycznych typu ABO₃ badanie procesów transportu i gromadzenia ładunków napotyka na duże trudności związane z wielką różnorodnością zjawisk mogących zachodzić wewnątrz próbki ceramicznej, a także zjawisk kontaktowych na granicy metal-ferroslektryk.

Badania strukturalne, dielektryczne i optyczne wykazały, że w niobianie sodu NaNbO₃ występuje kilka przejść fazowych /1-87. W zakresie temperatur niższych od -200° C niobian sodu wykazuje własności ferroelektryczne, w zakresie od -200° C do 360° C antyferroelektryczne, a w temperaturach wyższych od 360° C paraelektryczne. W obszarze paraelektrycznym posiada ponadto przejścia fazowe w następujących temperaturach: 430° C, $470-480^{\circ}$ C, 520° C. $570-580^{\circ}$ C, $640-650^{\circ}$ C.

Dane literaturowe dotyczące procesów transportu i gromadzenia ładunku w niobianie sodu są stosunkowo skromne [9,10]. Autorzy prac [11] zwracają uwagę na elektronowo-dziurowy mechanizm przewodnictwa elektrycznego w NaNbO₃, podkreślając dużą rolę defektów punktowych sieci krystalicznej w procesie transportu nośników ładunku.

Jak wiadomo, prąd płynący po włączeniu stałego pola elektrycznego w obwodzie próbki ferroelektrycznej z naniesionymi elektrodzmi zawiera mastępujące składowe:

- pręd ładowania pojemności próbki ferroelektrycznej C
 o oporze R. Pręd ten maleje ekspotencjalnie ze stałą czasową C = RC,
- pręd związany z pojawieniem się różnych rodzajów polaryzacji, malejący w czasie zgodnie z zależnością

 $I = \sum_{i=1}^{n} I_{oi} exp^{t} / \tau_{i/,}$

- prąd związany z przewodnictwem objętościowym.

Ostatnia składowa, jeśli jest stała w czasie, jest miarą przewodnictwa właściwego próbki ferroelektrycznej.

Złożony charakter prądu płynącego w obwodzie próbki ferroelektrycznej wymaga więc stosowania odpowiedniej techniki pomiarowej procesów transportu.

Celem niniejszej pracy jest zbadanie charakterystyk prądowo-czasowych, prądowo-napięciowych a na ich podstawie wyznaczenia temperaturowej zależności przewodnictwa elektrycznego niobianu sodu.

WYNIKI DOŚWIADCZALNE

Technologia otrzymywania próbek ceramicznych

Polikrystaliczne próbki NaNbO₃ otrzymano drogą syntezy składników Na₂CO₃ i Nb₂O₅ cz.d.a. Ilości wagowe dobrano w stosunku stechiometrycznym. Po wymieszaniu tych składników i uformowaniu próbek pod ciśnieniem 5T/cm² spiekano je wstępnie w temperaturze 850°C przez 3 godziny. Następnie dwukrotnie rozdrabniano oraz kolejno prasowano i spiekano w temperaturach i 100°C /przez 3 godz./ i 1250°C /przez 4 godziny/. Uzyskano w ten sposób próbki ceramiczne w formie krążków o średnicy 1,5 cm i grubości O,3 cm. Na wyszlifowane powierzchnie próbek nanoszono elektrody z platyny, przez naparowywanie.

Celem wykonania pomiarów próbkę umieszczono w termostacia /rys.1/ zapewniającym równomierne ogrzewanie całej ob-36 jętości i stabilizację temperatury z dokładnościę do 0,1⁰C.



Rys. 1 Schemat umocowania próbki

1- bloki metalowe, 2- izolacja elektryczna, 3- grzełki, 4- termopary Pt Pt-Pt Rh, 5- próbka z elektrodami, 6- platynowe przewody służące jako doprowadzenia do pomiaru prądu

Po obu stronach próbki umieszczono termopary Pt – PtR_h. Do Pomiaru prądów służyły jako doprowadzenia dwa przewody platynowe mające elektryczny kontakt z elektrodami próbki.

Charakterystyki prądowo-czasowe

Pomiary I = f/t wykonano w szerokim zakresie temperatur od 200[°]C do 700[°]C.

W badanym zakresie temperatur zaobserwowano dwa typy charakterystyk prędowo-czasowych. W zakresie temperatur od 200°C do 400°C zależność I = f/t/ miała charakter typowy dla układu kondensatora z upływnościami - krzywa ładowania plus pręd przewodzenia /rys.2/.Natężenie prędu początkowo malało, a po ustaleniu się polaryzacji relaksacyjnych w dielektryku przyjmowało stałę wartość.

W zakresie temperatur od 400°C do 700°C po przyłożeniu pola elektrycznego prad początkowo malał a następnie wzrasstał /rys.3/, krzywe uzyskiwały pewną minimalną wartość.
Po zmianie kierunku elektrycznego pola zewnętrznego przebieg był analogiczny. Uzyskiwana minimalna wartość prądu
była co do bezwzględnej wartości stała dla danego pola elektrycznego i w danej temperaturze.

Charakterystyki prądowo-napięciowe

Charakterystyki prędowo-napięciowe zdejmowano w stałej temperaturze, zmienia jąc skokowo pole przyłożone do próbki. Przykłady zależności natężenia prądu płynącego przez próbkę od wartości przyłożonego napięcia ukazano na rys.4. Na przedstawionych charakterystykach pradowo-napieciowych można wyróżnić dwa obszary zależności prądu od napięcia. W pierwszym obszarze zależność między prądem płynącym przez próbke a napięciem do niej przyłożonym spełnia prawo Ohma. Wynika stąd, że z nachylenia prostoliniowych części charakterystyk I = f/U/ można obliczyć przewodnictwoobjetościowe badanego materiału w danej temperaturze. W tym obszarze napięc na przedstawionych charakterystykach pradowo-czasowych /rys. 2 i 3/nie obserwowano wzrostu prądu obszar od 200⁰C do 400°C lub uzyskiwano powtarzalne minima wykorzystane przy konstrukcji charakterystyk I = f/U/.

Obszar drugi charakteryzuje się bardziej złożoną zależnością prędu od napięcia – wzrost prędu jest szybszy niż odpowiadający mu wzrost napięcia. Na badanych w tym obszarze napięć charakterystykach prędowo-czasowych obserwowano, po pewnym czasie zależnym od temperatury i napięcia, cięgły wzrost prędu w czasie. W związku z tym charakterystyki prędowo-napięciowe, otrzymane w tym obszarze napięć, nie są jednoznaczne.

Wynika stąd, że w celu uzyskania jednoznacznych wyników pomiarów przewodnictwa elektrycznego w funkcji temperatury należy stosować napięcia, których wartość nie przekracza zakresu stosowalności prawa Ohma w danej temperaturze.











Przewodnictwo elektryczne

Przewodnictwo elektryczne określano przy ustalonej temperaturze, mierząc prąd przy zadanej wartości napiącia spełniajacej prawo Ohma.

Prostoliniowa części zależności $\ln G = f / \frac{1}{T} / /rys.5/$ wskazuję na to, że w danym zakresie temperatur przewodnictwo elektryczne zmienia się zgodnie z prawem, gdzie:

- 6- przewodnictwo elektryczne
- G_{o} przewodnictwo elektryczne, dla T+ ∞
- Ψ energia aktywacji nośników prędu
- k stała Boltzmanna

T - temperatura w skali bezwzględnej.

Pewne nieznaczne zmiany nachylenia krzywej zależności lnG = f/T/ występują w temperaturach 360° i 480°C stanowiących dwa spośród uprzednio omawianych punktów przemiany fazowej. Wyznaczone wartości energii aktywacji wynoszą: dla T < 360° - 4 = 0.87 eV, dla 360 < T < 480°C - 4 = 1.06 eV i dla T > 480°C - 4 = 1.35 eV.

DYSKUSJA WYNIKOW

Wydaje się, że tę skomplikowaną zależność natężenia prądu w czasie, przy stałej wartości pola elektrycznego przyłożonego do próbki w stałej temperaturze, można prawdopodobnie wytłumaczyć istnieniem w badanym materiale NaNbO₃ pustych węzłów anionowych i kationowych, których koncentracja jest uwarunkowana niewielkimi odstępstwami od stechiometrii, związanej przede wszystkim z ulatnianiem się CO₂ w procesie technologicznym. Prowadzić to będzie do powstania samoistnego zdefektowania typu Schottky[®]ego lub Frenkla. Wiadomo, że odchylenia od stechiometrii występują w wielu materiałach typu ABO₃, co znacznie komplikuje wyjaśnienie obserwowanych w nich podstawowych własności elektrycznych. Badania zja -62





wiska Seebecka opisane w pracy /97 wykazały, że w badanym zakresie temperatur od 200⁰C do 700⁰C w niobianie sodu występuje przewodnictwo typu "n".

Wynika stąd, że ceramikę NaNbO₃ charakteryzuje nadmiar luk kationowych. Podczas obróbki ceramiki powstaje określo-na liczba defektów wynikających z równowagi termodynamicznej. Jest rzeczą bardzo prawdopodobną ist ienie większej koncentracji tych defektów w obszarach przyelektrodowych, ponieważ prawdopodobieństwo ich powstania w tym obszarze jest większe /127. W wyniku ochłodzenia ceramiki po obróbce cieplnej i po procesie nanoszenia elektrod, część defektów ulegnie "zamrożeniu" stając się centrami wychwytu dla elektronów lub dziur, emitowanych z elektrod bądź generowanych w objętości próbki. Luki anionowe wraz z pułapkowanymi przez nie elektronami stanowią centra F, zaś luki kationowe z wychwyconymi dziurami - centra V /127.

Pod wpływem zewnętrznego pola elektrycznego, wyżej wymienione defekty będą mogły przesuwać się na makroskopowe odległości. Ukierunkowany ruch defektów jest funkcją natężenia pola elektrycznego istniejącego w danym obszarze próbki. Powstałe defekty będą przesuwane do obszarów przyelektrodowych. Do obszaru przyanodowego będą przesuwane aniony oraz luki kationowe, natomiast do obszaru przykatodowego - kationy oraz luki anionowe, powodujące powstawanie w pobliżu anody - ujemnego, a w pobliżu katody - dodatniego jonowego ładunku przestrzennego.

Występowanie w próbkach NaNbO₃ defektów i ich przemieszczanie pod wpływem zewnętrznego pola elektrycznego do obszarów przyelektrodowych prowadzi do obserwowanych czasowych zmian prędu przy ustalonej wartości napięcia i stałej temperaturze. Istniejące we wnętrzu próbki zdysocjowane defekty wraz z generowanymi termicznie elektronami i dziurami mogę howiem, w sprzyjających warunkach, przemieszczac się pod wpływem pola elektrycznego do obszaru przyelektrodowego. Tworzą one w obszarach przyelektrodowych warstwy ładunku przestrzennego. Natężenie pola elektrycznego w obszarze przyelektrodowym może osiągnąć znaczne wartości rzędu 10⁷V [137, co prowadzi do termopolowej emisji z elektrod. Przemieszczanie się pod wpływem przyłożonego pola elektrycznego ładunku przestrzennego powoduje obserwowane zmiany prędu w czasie.

Prezentowane wyniki badań dowodzą jak dużą rolę w procesach zachodzących w próbkach NaNbO₃ z naniesionymi elektrodami metalowymi odgrywają przyelektrodowe warstwy ładunku przestrzennego. Wydaje się, że ich istnienie determinuje występowanie skomplikowanych zależności prądowo-czasowych i pradowo-napięciowych.

Autorzy pragną złożyć serdeczne podziękowanie Panu prof. dr hab. Janowi Hańderkowi za pomoc i cenne rady w czasie wykonywania tej pracy.

BIBLIOGRAFIA

1.	Μ	а	t	t	h	1	a	S	Β.,	R	8	m	8	i	k	8	J.,	Phys.Rev.82,727,
	1951.																	

- 2. Vouden B., Acta Cryst. 4, 545, 1951.
- 3. W o o d E.A., Acta Cryst. 4, 353, 1951.
- 4. Shirane G., Pepinsky R., Phys. Rev. 96, 581, 1954.
- 5. Cross L.E., Nichlson B.J., Philos. Mag. 46, 453, 1955.
- 6. Francombe M.H., Acta Cryst. 256, 9, 1956.
- 7. Solvev S.P., Veneutsev Yu.N., Zhdanov G.S., Kristallografija 6, 218, 1961.
- 8. Tennery V.J., J. Am. Ceram. Soc. 48, 537, 1965.
- 9. Hańderek J., Badurski M., Kuś Cz., Prace Fizyczne 4, 107, 1967 US.
- 10.Ł a p s z i n W.J., Fizika dieliektrikow i pierspiektiwy jejo rozwitia. Laningrad 1973.

- 11. G u r i e w i c z W.M., Elektroprowodnost segnistoelektrikow, Moskwa 1969.
- 12. S u c h o t I.P., Fizyka i chemia półprzewodników. Warszawa 1966.
- 13. H i p p e l A. i inni, Phys. Rev. 91, 581, 1953.

Czesław Kuś, Zygmunt Wróbel

CURRENT - VOLTAGE AND CURRENT - TIME CHARACTERISTICS METAL - NaNbO₃ - METAL

The temperature changes of current - voltage and current - time characteristics having been investigated, data are used to define the type of conductivity and to determine the activation energy of the charge carriers. Requirements for precise measurement of the electrical conductivity are defined.

Чеслав Кусь, Зигмунт Врубель

ВОЛЬТ – АМПЕРНЫЕ ХАРАКТЕРИСТИКИ И ЗАВИСИМОСТЬ ТОКА ОТ ВРЕМЕНИ ДЛЯ МЕТАЛЛ – Nando – МЕТАЛЛ

Исследованы температурные зависимости тока от времени и вольт – амперные характеристики. Полученные данные использовались для определения типа электропроводимости и энергии активации носителей заряда. Определены были условия однозначного обозначения электропроводимости.