

DISERTASI

SINTESIS, STRUKTUR KRISTAL DAN SIFAT MAGNETIK SUPERKONDUKTOR REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE = Nd, Eu, Gd)

WAYAN GEDE SUHARTA NRP. 1107301202

PROMOTOR : Prof. Dr. SUASMORO CO-PROMOTOR : Prof. Dr. DARMINTO SUMINAR PRATAPA, Ph.D.

PROGRAM DOKTOR BIDANG KEAHLIAN FISIKA MATERIAL JURUSAN FISIKA FAKULTAS MATEMATIKA DAN ILMU PENGETAHUAN ALAM INSTITUT TEKNOLOGI SEPULUH NOPEMBER SURABAYA 2013

LEMBAR PENGESAHAN

Disertasi disusun untuk memenuhi salah satu syarat memperoleh gelar Doktor (Dr.)

di

Program Doktor Jurusan Fisika Institut Teknologi Sepuluh Nopember

Oleh :

Wayan Gede Suharta NRP.1107301202

Disetujui oleh :

1. Prof. Dr. Suasmoro NIP. 195502101980101001

2. Prof. Dr. Darminto NIP. 196003031987011002

3. Suminar Pratapa, Ph.D. NIP. 196602241990021001

- 4. Prof. Dr. rer. nat. Irmina Kris Murwani NIP. 196412241989032002
- 5. Dr. Z.A. Imam Supardi NIP. 196307071990071001
- 6. Drs. Abarrul Ikram, M.Sc., Ph.D. NIP. 196002161985031001

(Promotor) (Co-Promotor) (Co-Promotor)

(Penguji)

Direktur Pascasarjana ITS, Prof. Dr. Ir. Adi Soeprijanto, M.T NIP: 19640405 199002.1.001

SYNTHESIS, CRYSTAL STRUCTURE AND MAGNETIC PROPERTIES OF REBa₂Cu₃O_{7-δ} (RE = Nd, Eu, Gd) SUPERCONDUCTORS

Name Registration Number Promotor Co-Promotor : Wayan Gede Suharta
: 1107301202
: Prof. Dr. Suasmoro
: Prof. Dr. Darminto
: Suminar Pratapa, Ph.D.

ABSTRACT

NdBa₂Cu₃O_{7- δ} (Nd-123), Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} (Nd_xY_{1-x}-123) and REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE-123) superconductors have been successfully synthesized by means of wet-mixing method and HNO₃ as digest agent. Nd-123 samples were calcined at 600°C for 3 hours, cooled and re-grounded. Characterization results of X-ray diffraction (XRD) for Nd-123 samples (600°C) show impurity phase of Ba(NO₃)₂, BaCO₃, Nd₂O₃, CuO, Nd₂CuO₄, Nd₂BaO₄, (Nd_{0.925}Ba_{0.075})₂CuO_{4-x}, and Nd_{1.5}Ba_{1.5}Cu₃O_{7.03}, while the Nd-123 phase itself has not been detected at all. The addition of re-calcination temperatures (650-970°C) was applied to eliminate impurities and to grow the Nd-123 phase, in order to obtain an increase in the weight fraction of Nd-123 (84.3 to 95.9 %) phase. Based on these results, Nd_xY_{1-x}-123 and RE-123 samples were calcined at 600°C for 3 hours, cooled and re-grounded, then followed by re-calcination temperature at 970°C for ten hours. Weight fractions obtained in Nd_xY_{1-x}-123 samples were 96.6 to 97.0 %, while they were approximately 96.9 to 98.8 % in the RE-123 samples. Characterization of high-resolution neutron powder diffraction (HRPD) and synchrotron-ray diffraction (SRD) were conducted for the Rietveld analysis with Rietica and FullProf programs. Rietveld analysis results for Nd_xY_{1-x} -123 samples showed that the addition of Nd element (x = 0.1) resulting in increased values of lattice parameters, unit cell volume and orthorhombisity, with the order from the smallest to the largest, namely Y-123, $Nd_{0,25}Y_{0,75}-123$, $Nd_{0,5}Y_{0,5}-123$, $Nd_{0,75}Y_{0,25}-123$ and Nd-123. The addition of Nd element on Nd_xY_{1-x}-123 superconductors also resulted in the migration of oxygen as shown by reduced oxygen occupancy factor at the position of O(4). Rietveld analysis results of REBa₂Cu₃O_{7-δ}, showed that the combination of RE resulted in changing the values of the lattice parameters and the unit cell volume, with the order from the smallest to the largest, ie Gd-123, $Eu_{0.5}Gd_{0.5}-123$, Eu-123, Nd_{0.5}Gd_{0.5}-123, Nd_{0.5}Eu_{0.5}-123 $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_{2}Cu_{3}O_{7-\delta}$ and Nd-123. Characterization using scanning electron microscopy (SEM) and transmission electron microscopy (TEM) showed that the addition of re-calcination temperatures resulted in larger particle sizes . Characterization results from superconducting quantum interference device (SQUID) measurements showed that resistance of superconducting property in a magnetic field of $Nd_{0.5}Y_{0.5}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ samples is greater than that of Nd_{0.25}Y_{0.75}Ba₂Cu₃O₇₋₈ samples. Characterization results from vibrating sample magnetometer (VSM) for REBa₂Cu₃O₇₋₈ samples with particle sizes smaller than 50 nm exhibit ferromagnetic properties at room temperature, while the sample with particle sizes larger than 100 nm shows paramagnetic properties. The addition of Nd element from x = 0,25 to become x = 0,5 in Nd_xY_{1-x}-123 samples has increased the critical temperature Tc (from 90,5 to 91,5 K) and the critical current density Jc (from 4×10^4 Acm⁻² to 1×10^5 Acm⁻²). The critical temperature of REBa₂Cu₃O₇₋₈ samples are in the range of 88,5 and 93,6 K.

Keywords : Superconductor, wet-mixing method, re-calcination, ferromagnetic, XRD, SRD, HRPD, SQUID, critical temperature, critical current density



KATA PENGANTAR

Puji syukur penulis panjatkan atas segala limpahan rahmat dan karunia Tuhan Yang Maha Esa, sehingga penulis dapat menyelesaikan disertasi dengan judul "Sintesis, Struktur Kristal dan Sifat Magnetik Superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE=Nd,Eu,Gd)". Disertasi ini merupakan salah satu persyaratan untuk menyelesaikan program doktor pada Jurusan Fisika, Fakultas Matematika dan Ilmu Pengetahuan Alam, Institut Teknologi Sepuluh Nopember (ITS) Surabaya.

Penyelesaian program doktor ini tidak terlepas dari bantuan baik materiil maupun non materiil. Oleh karena itu pada kesempatan ini, penulis menyampaikan penghargaan dan terima kasih kepada:

- 1. Bapak Prof. Dr. Suasmoro, sebagai Promotor yang telah membimbing dan mengarahkan penulis dalam menyelesaikan disertasi ini.
- 2. Bapak Prof. Dr. Darminto, sebagai co-Promotor yang telah membimbing dan mengarahkan penulis dalam menyelesaikan disertasi ini.
- 3. Bapak Suminar Pratapa, Ph.D., sebagai co-Promotor yang telah membimbing dan mengarahkan penulis dalam menyelesaikan disertasi ini.
- 4. Ibu Prof. Dr. rer. nat. Irmina Kris Murwani, M.Si., sebagai penguji yang telah membimbing dan mengarahkan penulis dalam menyelesaikan disertasi ini.
- 5. Bapak Dr. Z.A. Imam Supardi, sebagai penguji yang telah memberikan kritik dan saran sehingga disertasi ini menjadi lebih sempurna.
- 6. Bapak Drs. Abarrul Ikram, M.Sc., Ph.D., sebagai penguji yang telah memberikan kritik dan saran sehingga disertasi ini menjadi lebih sempurna.
- 7. Kementerian Pendidikan Nasional RI, yang sudah memberikan beasiswa BPPS.
- 8. Bapak Rektor ITS yang berkenan menerima penulis sebagai mahasiswa pada program doktor dengan segala fasilitas yang diberikan.
- 9. Bapak Rektor Universitas Udayana yang memberikan tugas belajar kepada penulis untuk melanjutkan program doctor di ITS.
- 10. Bapak Dr. Mashuri, yang telah membantu, memberikan semangat dan dorongan kepada penulis dalam menyelesaikan disertasi ini.

- 11. Bapak Ketua Jurusan Fisika ITS beserta Staf, yang telah memberikan pelayanan administrasi dengan baik.
- 12. Bapak Ka. Prodi Fisika Pasca ITS beserta Staf, yang telah memberikan pelayanan administrasi dengan baik.
- 13. Teman-teman mahasiswa S3, S2 dan S1, yang telah membantu dan memberikan semangat kepada penulis.
- 14. Teristimewa buat ayahanda, ibunda, istri, anak-anak tercinta yang telah memberikan semangat, dorongan dan doa.
- 15. Serta semua pihak yang telah membantu, yang tidak bisa penulis sebutkan satupersatu.

Terima kasih penulis haturkan, semoga Tuhan Yang Maha Esa senantiasa memberikan rakhmat dan karunianya kepada kita semua.

Semoga disertasi ini bisa memberikan manfaat kepada kita semua, dan pengembangan Sains dan Teknologi.

Surabaya, Nopember 2013 Penulis,

Wayan Gede Suharta

DAFTAR GAMBAR

Gambar 2.1. Kurva hubungan resistivitas terhadap suhu dari bahan konduktor	
(Cu) dan superkonduktor (Hg) (A.K. Saxena 2010)	6
Gambar 2.2. a. Interaksi elektron-elektron	8
b. Pasangan yang dimediasi oleh fonon (A.K. Saxena 2010)	8
Gambar 2.3. a. Fluks magnetik menembus bahan superkonduktor berbentuk	
bola pada $T > T_c$	9
b. Fluks magnetik ditolak bahan superkonduktor berbentuk bola	
pada T < T _c	9
Gambar 2.4. Panjang koherensi ξ pada pasangan <i>cooper</i> (A.K. Saxena)	10
Gambar 2.5. a. Kurva medan magnetik terhadap magnetisasi superkonduktor	
tipe I	12
b. Kurva medan magnetik terhadap magnetisasi superkonduktor	
tipe II (A.K. Saxena 2010)	12
Gambar 2.6. a. Kurva medan magnetik kritis terhadap suhu kritis pada	
superkonduktor tipe I	12
b. Kurva hubungan magnetik kritis terhadap suhu kritis pada	
superkonduktor tipe II (A.K. Saxena 2010)	5 12
Gambar 2.7. Struktur Perovskite ABX ₃ (T. Chatterji 2006)	14
Gambar 2.8. Struktur kristal senyawa YBa2Cu3O7-8 atau REBa2Cu3O7-8	15
Gambar 2.9. Skema struktur antiferomagnetik YBa ₂ Cu ₃ O ₆ (T. Chatterji 2006)	16
Gambar 2.10. Variasi suhu puncak magnetik (½, ½, ½) atau (111) dalam indeks	
sel (T. Chatterji 2006)	18
Gambar 2.11. Skema percobaan hamburan neutron (K. Skold 1986)	21
Gambar 3.1. Diagram alir proses sintesis superkonduktor $REBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ (RE =	
Nd, Eu, Gd)	29
Gambar 3.2. Termogram sampel NdBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	32
Gambar 3.3. Termogram sampel GdBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	32
Gambar 3.4. Pola difraksi sinar-X (CuKa radiation) sampel Nd-123 dengan	
proses <i>mixing</i> selama 30 menit dan suhu kalsinasi 600°C selama 3	

jam. Ket : (a.u.) = arbitrary unit. Simbol : \blacktriangle (Ba(NO ₃) ₂),	A
(CuO), • (Nd ₂ CuO ₄), ♥ (BaCO ₃), □ (BaNd ₂ O ₄), Δ (BaCuO ₂), \bigcirc	
$(Nd_2O_3), * ((Nd_{0,925}Ba_{0,075})_2CuO_{4-x})$	36
Gambar 3.5. Pola difraksi sinar-X (CuKa radiation) sampel Nd-123 yang	THE REAL
disintesis melalui proses <i>mixing</i> selama 30 menit dan variasi suhu	5
re-kalsinasi selama 1 jam. Ket: (a.u.) = arbitrary unit. Simbol : o	
(Nd-123) (38
Gambar 3.6. Fasa impuritas pada sampel Nd-123 yang disintesis melalui proses	
mixing selama 30 menit dan variasi suhu re-kalsinasi selama 1 jam	
pada sudut 20 dari 22 sampai 31°. Ket: (a.u.) = arbitrary unit.	
Simbol : o (Nd-123), \checkmark (BaCO ₃), \triangle (BaCuO ₂), \Box (BaNd ₂ O ₄), \Diamond	
$(Nd_2BaCuO_5), \bullet (Nd_2CuO_4)$	39
Gambar 3.7. Fasa impuritas pada sampel Nd-123 yang disintesis melalui proses	
mixing selama 30 menit dan variasi suhu re-kalsinasi selama 1 jam	
pada sudut 20 dari 32 sampai 60°. Ket: (a.u.) = arbitrary unit.	
Simbol : o (Nd-123), ♥ (BaCO ₃), ■ (CuO), ● (Nd ₂ CuO ₄)	39
Gambar 3.8. Diagram fasa pembentukan fasa Y-123	43
Gambar 3.9. Pola difraksi sinar-X (CuKa radiation) sampel NdBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	1
dengan variasi suhu re-kalsinasi. Ket: (a.u.) = arbitrary unit.	
Simbol : o (NdBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ})	44
Gambar 3.10. Pola difraksi sinar-X (<i>CuKα radiation</i>) sampel Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123	
dengan variasi suhu re-kalsinasi. Ket: (a.u.) = arbitrary unit.	
Simbol : o (Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123)	45
Gambar 3.11. Pola difraksi XRD ($CuK\alpha$ radiation) sampel	
Nd _{0.33} Eu _{0.33} Gd _{0.33} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ} dengan variasi suhu re-kalsinasi.	
Ket: (a.u.) = <i>arbitrary unit</i> . Simbol : 70	TAT
$Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba_{2}Cu_{3}O_{7-\delta}$	46
Gambar 3.12. F asa impuritas pada sampel Nd-123 pada sudut 20 dari 20	
sampai 32°. Ket: (a.u.) = arbitrary unit. Simbol : o (Nd-123), Δ	
$(BaCuO_2)$, \Box $(BaNd_2O_4)$	47
AND AND AND AND AND AND AND	

xiv

Gambar 3.13. Fasa impuritas pada sampel Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123 pada sudut 20 dari	
20 sampai 32° . Ket: (a.u.) = <i>arbitrary unit</i> . Simbol : o (Nd _{0,5} Gd _{0,5} -	
123), Δ (BaCuO ₂), \Box (BaNd ₂ O ₄)	47
Gambar 3.14. Fasa impuritas pada sampel Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₆ pada	
sudut 20 dari 20 sampai 32°. Ket: (a.u.) = arbitrary unit. Simbol :	
o $(Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}), \Delta (BaCuO_2), \Box (BaNd_2O_4) \dots$	48
Gambar 3.15. Pola difraksi sinar-X ($CuK\alpha$ radiation) sampel Nd _x Y _{1-x} -123	
(x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1). Ket: (a.u.) = <i>arbitrary unit</i> . Simbol : o	
$(Nd_xY_{1-x}-123)\dots Nd_xY_{1-x}-123)\dots Nd_xY_{1-x}-123)\dots Nd_xY_{1-x}-123)\dots Nd_xY_{1-x}-123)\dots Nd_xY_{1-x}-123\dots Nd_xY_{1-x}-130\dots Nd_xY_{1-x}-130$	50
Gambar 3.16. Fasa impuritas pada sampel Nd_xY_{1-x} -123 pada sudut 20 dari 22	
sampai 31°. Ket: (a.u.) = <i>arbitrary unit</i> . Simbol : o (Nd _x Y _{1-x} -123),	
$\Delta (BaCuO_2), \Box (BaNd_2O_4) \dots$	52
Gambar 3.17. Pola difraksi sinar-X (CuKa radiation) sampel RE-123 dengan	
satu, dua dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = arbitrary unit.	
Simbol : o (RE-123)	54
Gambar 3.18. Fasa impuritas pada sampel RE-123 di daerah sudut antara 22	
dan 31°. Ket: (a.u.) = arbitrary unit. Simbol : o (RE-123), Δ	
(BaCuO ₂), \Box (BaNd ₂ O ₄)	55
Gambar 3.19. P ola difraksi sinar-X (<i>CuKα radiation</i>) sampel	
Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ} yang disintesis dengan proses mixing	
selama 24 jam dan variasi suhu re-kalsinasi (750-900°C) selama	
30 menit. Ket: (a.u.) = arbitrary unit. Simbol : o	
$(Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta})$	57
Gambar 3.20. Fasa impuritas pada sampel Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ yang	
disintesis dengan proses mixing selama 24 jam dan variasi suhu	
re-kalsinasi (750-900°C) selama 30 menit pada sudut 22-31°. Ket:	
(a.u.) = arbitrary unit. Simbol : o (Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ}),	
▼ (BaCO ₃), Δ (BaCuO ₂), \Box (BaNd ₂ O ₄)	58
Gambar 3.21. Morfologi TEM sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi : (a)	
700°C, (b) 750°C, (c) 800°C dan (d) 900°C	60

Gambar 3.22. Gambar SEM sampel NdBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ} dengan suhu re-kalsinasi	1
pada : (a) 920° C, (b) 940° C, (c) 970° C	61
Gambar 3.23. Morfologi SEM sampel $Nd_xY_{1-x}-123$, $x = a$) 0, b) 0,25, c) 0,5, d)	
0,75, e) 1	63
Gambar 3.24. Morfologi TEM s ampel Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ} dengan	
suhu re-kalsinasi : (a) 750°C, (b) 800°C dan (c) 900°C	65
Gambar 4.1. Pola difraksi sinar-X ($CuK\alpha$ radiation) superkonduktor Nd_xY_{1-x} -	
123 (x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1) dengan T _{rc} 970°C selama 10 jam.	
Simbol : (o) Nd_xY_{1-x} -123. Ket: (a.u.) = arbitrary unit	68
Gambar 4.2. Pola difraksi neutron (HRPD) dengan panjang gelombang λ =	
1,819479 Å untuk sampel superkonduktor N d _x Y _{1-x} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	
(x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1) dengan T _{rc} 970°C selama 10 jam. Ket:	
(a.u.) = arbitrary unit	69
Gambar 4.3. Perge <mark>seran</mark> sudut puncak difraksi sinar-X dengan indeks Miller	
(013) dan (103) hasil karakterisasi XRD (Gambar 4.1). Ket: (a.u.)	
= arbitrary unit	71
Gambar 4.4. Pergeseran sudut puncak difraksi dengan indeks Miller (013) dan	
(103) hasil karakterisasi HRPD (Gambar 4.2). Ket: (a.u.) =	1
arbitrary unit	71
Gambar 4.5. Pola XRD (CuK α radiation) sampel RE-123 dengan satu, dua	
dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = arbitrary unit	73
Gambar 4.6. Pola difraktogram synchrotron-ray diffraction (SRD) sampel RE-	
123 dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) =	
arbitrary unit	74
Gambar 4.7. Pergeseran puncak dengan indeks Miller (116), (123) dan (213)	
hasil karakterisasi XRD untuk sampel RE-123 dengan satu, dua	
dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = arbitrary unit	75
Gambar 4.8. Pergeseran puncak dengan indeks Miller (116), (123) dan (213)	
hasil karakterisasi SRD untuk sampel RE-123 dengan satu, dua	
dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = arbitrary unit	75

Gar	mbar 4.9. Pola difraksi hasil refinement sampel Nd-123 dari hasil	
TTTT	karakterisasi XRD, SRD dan HRPD. Hasil pengamatan, hasil	
	perhitungan, selisih harga intensitas hasil pengamatan dan hasil	
	perhitungan, posisi sudut puncak Bragg, masing-masing	
	ditunjukkan warna hitam, warna merah, warna hijau, warna biru	5 79
Gar	mbar 4.10. Pola perubahan parameter kisi terhadap penambahan suhu re-	
	kalsinasi dari 650-970°C untuk sampel Nd-123	85
Gar	mbar 4.11. Pola perubahan parameter kisi terhadap variasi jumlah substitusi	
1 Star	Nd pada superkonduktor Nd _x Y _{1-x} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	86
Gar	mbar 4.12. Pola perubahan parameter kisi a, b, dan c terhadap sampel RE-	
	123 dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE	88
Gar	mbar <mark>4.1</mark> 3. Ortorombisitas terhadap p <mark>ena</mark> mbahan suhu re-kalsinasi dari 650	
	sampai 970°C untuk sampel Nd-123	90
Gar	mbar 4.14. Ortorombisitas sampel Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123 dan	
	Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ dengan suhu re-kalsinasi dari 920-	
1	970°C	91
Gar	mbar 4.15. Ortorombisitas sampel superkonduktor Nd _x Y _{1-x} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	
	(x=0-1)	92
Gar	mbar 4.16. Faktor hunian (<i>Occupancy</i>) oksigen pada posisi O(4) dengan	
	penambahan x dalam sampel $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ setelah	
1	penghalusan pola difraksi menggunakan analisis Rietveld untuk	
Q	data HRPD	95
Gar	mbar 4.17. Kurva kandungan oksigen terhadap penambahan x dalam sampel	
	$Nd_{x}Y_{1-x}Ba_{2}Cu_{3}O_{7-\delta}$	96
Gar	mbar 4.18. Struktur kristal sampel YBa ₂ Cu ₃ O _{7-∂} dan Nd _{0,5} Y _{0,5} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-∂}	98
Gar	mbar 4.19. Pergeseran atom-atom dari sampel YBa ₂ Cu ₃ O _{7-d} menjadi sampel	
	Nd _{0,5} Y _{0,5} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-∂}	100
Gar	mbar 5.1. K urva suseptibilitas terhadap suhu sampel superkonduktor	-
	$Nd_{0,5}Gd_{0,5}Ba_{2}Cu_{3}O_{7-\delta}$	102
Gar	mbar 5.2. Kurva suseptibilitas terhadap suhu antara 85-95 K untuk sampel	
TIT	$Nd_{0,5}Gd_{0,5}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}\ldots$	102
A A A		

Gambar 5.3. K urva suseptibilitas terhadap suhu sampel superkonduktor	1
$Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-8}$	103
Gambar 5.4. Kurva suseptibilitas terhadap suhu antara 85-95 K untuk sampel	
$Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$	103
Gambar 5.5. K urva suseptibilitas terhadap suhu sampel superkonduktor	
$Nd_x Y_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta} (x = 0,25, 0,5)$	105
Gambar 5.6. Kurva M-H sampel superkonduktor $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ (x = 0,25,	
0,5)	107
Gambar 5.7. Kurva rapat arus kritis (J _c) terhadap kuat medan magnetik (H)	
untuk sampel superkonduktor $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ (x = 0,25, 0,5)	
pada medan positif	108
Gambar 5.8. Kurva rapat arus kritis (J _c) terhadap kuat medan magnetik (H)	
untuk sampel superkonduktor $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ (x = 0,25, 0,5) :	A
pada medan negatif	109
Gambar 5.9. Kurva M-T sampel RE-123 dengan satu kombinasi RE	111
Gambar 5,10. Kurva M-T sampel RE-123 dengan dua dan tiga kombinasi RE .	111
Gambar 5.11. H asil karakterisasi VSM dari sampel Nd-123 pada suhu re-	T LES
kalsinasi 750, 800 dan 900°C	114
Gambar 5.12. Hasil karakterisasi VSM sampel Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈	
dengan <i>mixing</i> selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 800, 850	
dan 900°C selama 30 menit	114
Gambar 5.13. Hasil karakterisasi VSM sampel Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	
dengan <i>mixing</i> selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 750°C	115
	-

DAFTAR NOTASI DAN DAFTAR SINGKATAN

Nd-123 Eu-123 Gd-123 Nd_{0.5}Eu_{0.5}-123 Nd_{0.5}Gd_{0.5}-123 Eu_{0.5}Gd_{0.5}-123 Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}-123 **RE-123** $Nd_{x}Y_{1-x}-123$ Nd_{0.25}Y_{0.75}-123 Nd_{0.5}Y_{0.75}-123 $Nd_{0.75}Y_{0.25}-123$ Y-123 **YBCO** RE T_{c} Jc Hc T_{rc} t_{rc} a.u. XRD HRPD SRD SEM TEM VSM **SQUID** Μ H

: NdBa₂Cu₃O_{7-∂} : $EuBa_2Cu_3O_{7-\partial}$: $GdBa_2Cu_3O_{7-\partial}$: $Nd_{0.5}Eu_{0.5}Ba_2Cu_3O_{7-\partial}$: $Nd_{0.5}Gd_{0.5}Ba_2Cu_3O_{7-\partial}$: $Eu_{0.5}Gd_{0.5}Ba_2Cu_3O_{7-\partial}$: $Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba_2Cu_3O_{7-\partial}$: REBa₂Cu₃O_{7-∂} : $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\partial}$: $Nd_{0.25}Y_{0.75}Ba_{2}Cu_{3}O_{7-\partial}$: $Nd_{0.5}Y_{0.5}Ba_2Cu_3O_{7-\partial}$: $Nd_{0.75}Y_{0.25}Ba_2Cu_3O_{7-\partial}$: $YBa_2Cu_3O_{7-\partial}$: $YBa_2Cu_3O_{7-\partial}$: Rare earth : Suhu kritis : Rapat arus kritis : Medan magnetik kritis : Suhu re-kalsinasi : Periode re-kalsinasi : Arbitrary unit : X-ray Diffraction : High-Resolution Neutron Powder Diffraction : Synchrotron-ray Diffraction : Scanning Electron Microscopy : Transmission Electron Microscopy : Vibrating Sample Magnetometer : Superconducting Quantum Interference Device : Magnetisasi : Medan magnetik luar



DAFTAR TABEL

 Tabel 2.1. Sifat dasar dari neutron (T. Chatterji 2006)
Tabel 3.1. Pengurangan massa sampel NdBa ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ dan GdBa ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ dari hasil karakterisasi TGA33Tabel 3.2. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 650-900°C41Tabel 3.3. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ dan fasa impuritas BaCuO ₂ pada suhu re-kalsinasi 920-970°C48Tabel 3.4. Nilai prosentase fraksi berat fasa NY-123 dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C52Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C52Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor <i>reliability</i> (R _p , R _{wp} , R _c , R _B , R _F) dan goodness-of-fit (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re- kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan software FullProf (Rodriguez 2001)78Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil <i>refinement</i> untuk sampel Nd-123 (T _{rc} =650-970°C), Nd _{0.3} Gd _{0.5} -123 (T _{rc} =920-970°C), RE-123 (kombinasi RE) (T _{rc} =970°C), Nd ₈ Y _{1-x} -123 (T _{rc} =970°C), RE-123 (kombinasi RE) (T _{rc} =970°C), Nd _{0.25} Y _{0.75} Ba ₂ Cu ₃ O _{7.6} 80Tabel 4.4. Harga faktor hunian (occupancy) hasil karakterisasi HRPD untuk Nd _{0.25} Y _{0.75} Ba ₂ Cu ₃ O _{7.6} 81
hasil karakterisasi TGA33Tabel 3.2. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa ₂ Cu ₃ O _{7.5} dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 650-900°C41Tabel 3.3. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa ₂ Cu ₃ O _{7.5} dan fasa impuritas BaCuO ₂ pada suhu re-kalsinasi 920-970°C41Tabel 3.4. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdPa ₂ Cu ₃ O _{7.6} dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C48Tabel 3.4. Nilai prosentase fraksi berat fasa NY-123 dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C52Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C55Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor <i>reliability</i> (R _p , R _{wp} , R _c R _B , R _F) dan goodness-of-fit (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re- kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan software FullProf (Rodriguez 2001)78Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil <i>refinement</i> untuk sampel Nd-123 (Trc=650-970°C), Nd _{0.3} Gd _{0.35} -123 (Trc=920-970°C), Nd _{0.33} Eu _{0.33} Gd _{0.33} -123 (Trc=920-970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (Trc=970°C), RE-123 (kombinasi RE) (Trc=970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (Trc=970°C), RE-123 (kombinasi RE) (Trc=970°C), Nd _{0.25} Y _{0.75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ 89Tabel 4.4. Harga faktor hunian (occupancy) hasil karakterisasi HRPD untuk Nd _{0.25} Y _{0.75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ 89
Tabel 3.2. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa ₂ Cu ₃ O ₇₋₅ dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 650-900°C41Tabel 3.3. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa ₂ Cu ₃ O ₇₋₅ dan fasa impuritas BaCuO ₂ pada suhu re-kalsinasi 920-970°C48Tabel 3.4. Nilai prosentase fraksi berat fasa NY-123 dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C52Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C52Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor <i>reliability</i> (R _p , R _{wp} , R _c , R _B , R _F) dan goodness-of-fit (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re- kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan software FullProf (Rodriguez 2001)78Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil <i>refinement</i> untuk sampel Nd-123 (T _{rc} =650-970°C), Nd _{0.3} Gd _{0.3} -123 (T _{rc} =920-970°C), Nd _{0.33} Eu _{0.33} Gd _{0.33} -123 (T _{rc} =920-970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (T _{rc} =970°C), RE-123 (kombinasi RE) (T _{rc} =970°C)80Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk Nd _{0.25} Y _{0.75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₆ 89Tabel 4.4. Harga faktor hunian (occupancy) hasil karakterisasi HRPD untuk10
pada suhu re-kalsinasi 650-900°C41Tabel 3.3. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa ₂ Cu ₃ O _{7.5} dan fasa impuritas BaCuO ₂ pada suhu re-kalsinasi 920-970°C48Tabel 3.4. Nilai prosentase fraksi berat fasa NY-123 dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C52Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C52Tabel 4.1. Harga parameter kisi a, b dan c, faktor <i>reliability</i> (R _p , R _{wp} , Re, R _B , R _F) dan <i>goodness-of-fit</i> (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re- kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan <i>software FullProf</i> (Rodriguez 2001)78Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil <i>refinement</i> untuk sampel Nd-123 (Tre=650-970°C), Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123 (Tre=920-970°C), RE-123 (kombinasi RE) (Tre=920-970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (Tre=970°C), RE-123 (kombinasi RE) (Tre=970°C)80Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk Nd _{0,25} Y _{0,75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ 89Tabel 4.4. Harga faktor hunian (<i>occupancy</i>) hasil karakterisasi HRPD untuk89
Tabel 3.3. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa ₂ Cu ₃ O _{7,8} dan fasa impuritas BaCuO ₂ pada suhu re-kalsinasi 920-970°C 48 Tabel 3.4. Nilai prosentase fraksi berat fasa NY-123 dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C 52 Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C 52 Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor <i>reliability</i> (R _p , R _{wp} , R _e , R _B , R _F) dan <i>goodness-of-fit</i> (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re- kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan <i>software FullProf</i> (Rodriguez 2001) 78 Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil <i>refinement</i> untuk sampel Nd-123 (T _{re} =650-970°C), Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123 (T _{re} =920-970°C), Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} -123 (T _{re} =920-970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (T _{re} =970°C), RE-123 (kombinasi RE) (T _{re} =970°C) 80 Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk Nd _{0,25} Y _{0,75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ 89 Tabel 4.4. Harga faktor hunian (<i>occupancy</i>) hasil karakterisasi HRPD untuk 89
 BaCuO₂ pada suhu re-kalsinasi 920-970°C
Tabel 3.4. Nilai prosentase fraksi berat fasa NY-123 dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C 52 Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C 55 Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor <i>reliability</i> (R _p , R _{wp} , R _e , R _B , R _F) dan <i>goodness-of-fit</i> (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan <i>software FullProf</i> (Rodriguez 2001) 78 Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil <i>refinement</i> untuk sampel Nd-123 (Trc=920-970°C), Nd _{0.35} Eu _{0.33} Gd _{0.33} -123 (Trc=920-970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (Trc=970°C), RE-123 (kombinasi RE) (Trc=970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (Trc=970°C), RE-123 (kombinasi RE) (Trc=970°C) 80 Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk Nd _{0.25} Y _{0.75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ 89 Tabel 4.4. Harga faktor hunian (<i>occupancy</i>) hasil karakterisasi HRPD untuk 10 10
suhu re-kalsinasi 970°C 52 Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah 55 Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor reliability (R _p , R _{wp} , R _e , R _B , 55 Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor reliability (R _p , R _{wp} , R _e , R _B , 55 Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor reliability (R _p , R _{wp} , R _e , R _B , 55 Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor reliability (R _p , R _{wp} , R _e , R _B , 55 R _F) dan goodness-of-fit (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re- 58 kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan software FullProf (Rodriguez 2001) Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil refinement untuk sampel Nd-123 (T _{rc} =650-970°C), Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123 (T _{rc} =920-970°C), Nd _{0,3} 3Eu _{0,33} Gd _{0,33} -123 (T _{rc} =920-970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (T _{rc} =970°C), RE-123 (kombinasi RE) (T _{rc} =970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (T _{rc} =970°C), RE-123 (kombinasi RE) (T _{rc} =970°C),
Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C 55 Tabel 4.1. H arga parameter kisi a, b dan c, faktor <i>reliability</i> (R _p , R _{wp} , R _c , R _B , R _F) dan <i>goodness-of-fit</i> (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan <i>software FullProf</i> (Rodriguez 2001) 78 Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil <i>refinement</i> untuk sampel Nd-123 (T _{rc} =650-970°C), Nd _{0.5} Gd _{0.5} -123 (T _{rc} =920-970°C), Nd _{0.33} Eu _{0.33} Gd _{0.33} -123 (T _{rc} =920-970°C), Nd _{2.5} Y _{0.75} Ba ₂ Cu ₃ O _{7.8} 80 Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk 89 Tabel 4.4. Harga faktor hunian (<i>occupancy</i>) hasil karakterisasi HRPD untuk 89
jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C
Tabel 4.1. Harga parameter kisi a, b dan c, faktor <i>reliability</i> (R _p , R _{wp} , R _e , R _B , R _F) dan goodness-of-fit (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re- kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan software FullProf (Rodriguez 2001) 78 Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil refinement untuk sampel Nd-123 (T _{rc} =650-970°C), Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123 (T _{rc} =920-970°C), Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} -123 (T _{rc} =920-970°C), Nd _x Y _{1-x} -123 (T _{rc} =970°C), RE-123 (kombinasi RE) (T _{rc} =970°C) 80 Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk 89 Tabel 4.4. Harga faktor hunian (occupancy) hasil karakterisasi HRPD untuk 89
R _F) dan <i>goodness-of-fit</i> (S) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re- kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan <i>software FullProf</i> (Rodriguez 2001)
kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan <i>software FullProf</i> (Rodriguez 2001)
XRD, SRD dan HRPD menggunakan software FullProf (Rodriguez 2001)2001)2001)78Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil refinement untuk sampel Nd-123 $(T_{re}=650-970^{\circ}C)$, $Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123$ $(T_{re}=920-970^{\circ}C)$, $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}-123$ $(T_{re}=920-970^{\circ}C)$, $Nd_xY_{1-x}-123$ $(T_{re}=970^{\circ}C)$, RE-123 (kombinasi RE) $(T_{re}=970^{\circ}C)$ 80Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk $Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba_2Cu_3O_{7-8}$ 89Tabel 4.4. Harga faktor hunian (occupancy) hasil karakterisasi HRPD untuk89
2001) 78 Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil refinement untuk sampel Nd-123 $(T_{rc}=650-970^{\circ}C)$, $Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123$ $(T_{rc}=920-970^{\circ}C)$, $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}-123$ $(T_{rc}=920-970^{\circ}C)$, $Nd_xY_{1-x}-123$ $(T_{rc}=970^{\circ}C)$, RE-123 (kombinasi RE) $(T_{rc}=970^{\circ}C)$ 80 Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk 80 Tabel 4.4. Harga faktor hunian (occupancy) hasil karakterisasi HRPD untuk 89
Tabel 4.2. Harga parameter kisi hasil refinement untuk sampel Nd-123 $(T_{rc}=650-970^{\circ}C)$, $Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123$ $(T_{rc}=920-970^{\circ}C)$, $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}-123$ $(T_{rc}=920-970^{\circ}C)$, $Nd_xY_{1-x}-123$ $(T_{rc}=970^{\circ}C)$, RE-123 (kombinasi RE) $(T_{rc}=970^{\circ}C)$. 80 Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk 80 Tabel 4.4. Harga faktor hunian (occupancy) hasil karakterisasi HRPD untuk 89
$ \begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$
$Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}-123 (T_{rc}=920-970^{\circ}C), Nd_{x}Y_{1-x}-123 (T_{rc}=970^{\circ}C), RE-123 (kombinasi RE) (T_{rc}=970^{\circ}C)$
RE-123 (kombinasi RE) (T _{rc} =970°C)
Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk Nd _{0,25} Y _{0,75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ 89 Tabel 4.4. Harga faktor hunian (<i>occupancy</i>) hasil karakterisasi HRPD untuk 89
Nd _{0,25} Y _{0,75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ 89 Tabel 4.4. Harga faktor hunian (<i>occupancy</i>) hasil karakterisasi HRPD untuk
Tabel 4.4. Harga faktor hunian (<i>occupancy</i>) hasil karakterisasi HRPD untuk
sampel $Nd_x Y_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ setelah penghalusan puncak difraksi
dengan analisis Rietveld menggunakan program FullProf
90 (Rodriguez 2001)
Table 4.5. Kandungan oksigen sampel superkonduktor Nd _x Y _{1-x} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ} 93
Tabel 4.6. Harga jarak antar atom sampel Nd _x Y _{1-x} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-∂} (x=0, 0,25, 0,5,
95

Tabel 4.7. Harga sudut antar atom sampel Nd _x Y _{1-x} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-∂} (x=0, 0,25, 0,5,	1
0,75, 1)	96
Tabel 5.1. Harga suhu kritis <i>intergrain and intragrain superconductivity</i> untuk	
Ndo 22 Ello 22 Gdo 22 Ba2Cll2O7 s	104
Tabel 5.2. Harga suhu kritis intergrain and intragrain superconductivity untuk	
FC dan Z FC dari sampel Nd _{0,5} Gd _{0,5} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ} dan	
$Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$	105
Tabel 5.3. Hasil pengukuran suhu kritis (T _c) menggunakan SQUID untuk	
sampel REBa ₂ Cu ₃ O ₇₋₈ (RE=Nd, Eu, Gd) dengan satu, dua dan tiga	110
Kombinasi unsur tanah jarang (rare earth) Tabal 54 Harga M. M. dan H. untuk sampal Nd. Fu. Gd. Pa Cu O.	
Taber 3.4. Harga M_s , M_r dan H_c untuk samper $Nu_{0,33}Eu_{0,33}Gu_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7,8}$ dengan <i>mixing</i> selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 750, 800	
850 dan 900°C	115
AAAAAAA	
mmmmmm	A
mmmmmm	in
AAAAAAAAAA	-
AN AN AN AN AN AN	A
	-
AAAAAA	and a

BAB 1 PENDAHULUAN

1.1. Latar Belakang

Bahan superkonduktor ditemukan oleh Heike Kamerlingh Onnes pada tahun 1911 telah memberikan peluang aplikasi sangat luas yang mengacu pada efisiensi energi serta biaya dalam jangka lama. Beberapa aplikasi bahan superkonduktor meliputi sistem kabel transmisi daya (*trasmission cable system*) (L. Rostila 2006; S. Mukoyama 2007; J. Maguire 2009), sistem penyimpanan energi magnetik (*Superconducting Magnetic Energy Storage Systems*) (P. Tixador 2010) dan *magnetic levitation* (efek Meissner).

Bahan superkonduktor diupayakan memiliki suhu kritis (T_c), rapat arus kritis (J_c) dan medan magnetik kritis (H_{c2}) tinggi, sehingga dalam pengaplikasiannya tidak memerlukan biaya tinggi. Salah satu bahan yang mempunyai peluang besar dalam aplikasi adalah superkonduktor sistem YBCO karena mempunyai T_c, J_c dan H_{c2} tinggi. Superkonduktor sistem YBCO ditemukan oleh Wu dan kawan-kawan (M.K. Wu 1987) mempunyai rumusan stoikiometri YBa₂Cu₃O₇₋₈ (Y-123). Berbagai cara telah dilakukan untuk meningkatkan T_c, J_c dan H_{c2} superkonduktor YBCO, diantaranya dengan substitusi unsur tanah jarang (rare-earth element). Unsur tanah jarang Nd, Eu, Gd, Sm, Pr dan Dy merupakan bahan magnetik, dan diharapkan substitusi maupun penggantian dengan unsur-unsur tersebut dapat memperbesar harga T_c, J_c dan H_{c2}. Substitusi unsur Y dengan RE mengubah rumus kimia senyawa dari YBa2Cu3O7-8 menjadi $REBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ (RE = Nd, Eu, Gd, Sm, Pr, Dy) atau REBCO (RE-123). Superkonduktor Y-123 dan RE-123 mempunyai struktur kristal ortorombik. Superkonduktor sistem Y-123 mempunyai grup ruang Pmmm (47), dengan parameter kisi a (38214 Å), b (3,8877 A) dan c (11,693 A) (N. Wong 1987). Substitusi unsur Y dengan RE, mengakibatkan terjadinya perubahan nilai parameter kisi, dimana parameter kisi RE-123 lebih besar dibandingkan parameter kisi Y-123 yang diakibatkan oleh perbedaan jari-jari ion Y³⁺ dan RE³⁺.

Upaya untuk meningkatkan harga T_c , J_c dan H_{c2} terus dilakukan baik untuk superkonduktor $YBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ maupun REBa₂Cu₃O_{7-\delta}, yaitu dengan substitusi unsur Ag

(C. Cui 1990; Y.L. Jiao 2003; N. Sakai 2005; N. Mori 2006) dan Ce (M.I. Petrov 2007). Substitusi Ag maupun Ce akan mengisi porositas, mengurangi batas butiran, resistivitas keadaan normal dan pengaruh sambungan lemah (*weak-link*).

Berbagai metode dalam proses sintesis superkonduktor Y-123 dan RE-123 juga telah dilakukan untuk meningkatkan harga T_c , J_c dan H_{c2} , seperti metode reaksi padatan (*solid state reaction*) (S. Suasmoro 2012), metode *top-seeded melt growth* (TSMG) (S. Haindl 2005; N. Hari Babu 2006; Y. Shi 2006), metode pelelehan (*melt-textured*) (N. Sakai 2007; Y. Nakamura 2007) dan metode *oxygen-controlled melt growth* (OCMG) (M. R. Koblischka 2000; J.Q. Dai 2004).

Penelitian mengenai sifat magnetik superkonduktor $REBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ (RE = Nd, Eu, Gd) dilakukan oleh Koblischka dan kawan-kawan (M. R. Koblischka 2003), penelitian untuk menghasilkan ukuran butiran yang besar dilaporkan oleh K. Ogasawara dan kawan-kawan (K. Ogasawara 2000), sedangkan penelitian *flux pinning* dilakukan oleh M. Muralidhar (M. Muralidhar 2003) dan A. K. Pradhan (A. K. Pradhan 2000).

Penelitian superkonduktor RE-Y-123 dan 123 tidak hanya terbatas pada upaya menghasilkan sampel dengan ukuran partikel besar (skala mikrometer) yang berkaitan dengan peningkatan rapat arus kritis dan medan magnetik kritis, akan tetapi peneliti juga berupaya untuk menghasilkan superkonduktor Y-123 dan RE-123 dengan ukuran partikel dalam skala nanometer. Dalam aplikasinya, magnetik partikel nano digunakan sebagai komponen aktif dari fluida magnetik (*ferrofluids*), pembuatan *tape*, dan dalam aplikasi *biomedical* (R.W. Chantrell 1994; H. Gu 2003). Rao dan kawan-kawan (A. Shipra 2007) telah melaporkan bahwa bahan superkonduktor Y-123 dengan T_c sekitar 91 K dan ukuran partikel dalam skala nano memperlihatkan sifat feromagnetik pada suhu ruang, sedangkan superkonduktor Y-123 dalam bentuk padatan (*bulk*) dengan ukuran partikel dalam skala mikro memperlihatkan sifat paramagnetik. Superkonduktor Y-123 dalam bentuk padatan diperoleh dengan pemanasan pada suhu 940°C.

Penelitian REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE = Nd, Eu, Gd) yang sudah diuraikan di atas umumnya masih berkisar pada pengamatan struktur mikro (*micro-structure*), *magnetic trapped* dan analisis *flux pinning*. Sedangkan penelitian mengenai pengaruh substitusi RE pada superkonduktor Y-123 terhadap migrasi oksigen, faktor hunian (*occupancy*), pergeseran sudut fasa dan perubahan konstanta kisi, khususnya kombinasi **dua dan** tiga *rare earth* dengan komposisi molar yang sama masih perlu diteliti. Penelitian partikel nano RE-123 masih sangat jarang dilakukan dan dari pengetahuan penulis, sintesis nano-partikel RE-123 dengan pengamatan sifat magnetik pada suhu ruang sampai saat ini belum pernah dilaporkan oleh peneliti lain.

Berdasarkan uraian di atas, maka penelitian dititikberatkan pada pengamatan pengaruh substitusi dan penggantian RE pada superkonduktor Y-123, terutama terhadap perubahan struktur kristal, sifat listrik dan magnetik bahan. Oleh karena itu disertasi ini mencakup tiga sub-tema kegiatan penelitian. Pertama, sintesis superkonduktor NdBa₂Cu₃O₇₋₈ dengan variasi suhu re-kalsinasi dari 650 sampai 970°C, sintesis substitusi Nd pada superkonduktor Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₈ dengan variasi x dari 0 sampai 1, dan sintesis superkonduktor RE-123 dengan kombinasi satu, dua dan tiga RE (rare earth). Sampel yang sudah berhasil disintesis, dikarakterisasi dengan x-ray diffraction (XRD) untuk mengetahui fasa-fasa yang terbentuk, karakterisasi transmission electron microscopy (TEM) dan scanning electron microscopy (SEM) untuk mengetahui morfologi sampel. Kedua, analisis *Rietveld* hasil karakterisasi x-ray diffraction (XRD), high resolution powder diffraction (HRPD) dan synchrotron-ray *diffraction* (SRD) untuk mengetahui struktur kristal (parameter kisi, ortorombisitas, faktor hunian/occupancy, dan kandungan oksigen). Ketiga, karakterisasi vibrating sample magnetometer (VSM) dan superconducting quantum interference device (SQUID) untuk mengetahui sifat listrik dan magnetik Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dan REBa₂Cu₃O_{7-δ}.

Sampel disintesis dengan *wet-mixing method* dan HNO₃ sebagai *digest agent*. *Wet-mixing method* bertujuan untuk menghasilkan bahan dengan homogenitas tinggi dan biaya operasi yang rendah.

1.2. Perumusan Masalah

Dari uraian latar belakang masalah pada sub bab 1.1 dapat dilihat bahwa prosentase penelitian mengenai superkonduktor $REBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ (RE = Nd, Eu, Gd) dengan RE tunggal lebih banyak dilakukan dibandingkan penelitian dengan kombinasi dua dan tiga RE. Kombinasi dua dan tiga RE dengan jari-jari ion berbeda mengakibatkan distorsi lokal struktur kristal, dan diketahui bahwa distorsi lokal struktur kristal suatu senyawa akan mempengaruhi sifat-sifat thermal, listrik, magnetik dan sifat mekanik bahan. Oleh karena itu, penelitian ini bertujuan untuk mengetahui perubahan atau distorsi lokal struktur kristal superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7-δ} akibat penambahan satu, dua dan tiga kombinasi unsur-unsur Nd, Eu dan Gd dengan komposisi molar sama, serta mengetahui sifat magnetik pada bahan nano-partikel REBCO.

Berdasarkan uraian pada sub bab latar belakang, maka permasalahan pada penelitian ini adalah

- bagaimana cara memperoleh fasa tunggal superkonduktor NdBa₂Cu₃O_{7-δ}
- bagaimana pengaruh substitusi ion Nd^{3+} pada ion Y^{3+} terhadap struktur kristal (parameter kisi, volume sel, pergeseran sudut, ortorombisitas, *occupancy*), sifat listrik dan magnetik superkonduktor $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$
- bagaimana perbedaan struktur kristal (parameter kisi, volume sel, pergeseran sudut), sifat listrik dan magnetik superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7-δ} pada kombinasi satu, dua dan tiga RE dengan komposisi molar sama
- bagaimana cara memperoleh bahan NEG-123 dengan ukuran partikel dalam skala nano, dan bagaimana hubungan ukuran partikel dengan sifat magnetik pada suhu ruang

1.3. Tujuan Penelitian

Tujuan umum penelitian ini adalah untuk memperoleh superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7-δ} dengan homogenitas dan rapat arus kritis tinggi.

Tujuan khusus penelitian ini adalah untuk mengetahui bagaimana pengaruh penggantian unsur Y dengan unsur Nd terhadap perubahan struktur kristal, sifat listrik dan magnetik superkonduktor Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-δ}. Disamping itu penelitian ini bertujuan megetahui distorsi lokal struktur kristal superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7-δ} akibat penambahan unsur-unsur Nd, Eu dan Gd, pada kombinasi satu, dua dan tiga *rare earth*, serta mengetahui akibatnya pada sifat listrik dan magnetik REBa₂Cu₃O_{7-δ} pada suhu



1.4. Kontribusi Penelitian

Kontribusi penelitian terhadap perkembangan sains dan teknologi, khususnya dalam bidang material superkonduktor meliputi

memberikan pengetahuan mengenai pengaruh substitusi maupun penggantian ion Y^{3+} dengan Nd³⁺ terhadap struktur kristal, sifat listrik dan magnetik superkonduktor Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dengan karakterisasi *X-ray diffraction* (XRD), *high resolution powder diffraction* (HRPD), scanning electron microscopy (SEM), dan superconducting quantum interference device (SQUID)

memberikan pengetahuan mengenai struktur kristal, sifat listrik dan magnetik superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE = Nd, Eu, Gd) dengan satu, dua dan tiga kombinasi unsur tanah jarang pada komposisi molar sama dengan karakterisasi XRD, *synchrotron-ray diffraction* (SRD), SEM dan SQUID

memberikan pengetahuan mengenai sifat magnetik bahan nano-partikel REBa₂Cu₃O_{7-δ} pada suhu ruang dengan karakterisasi XRD, *transmission electron microscopy* (TEM) dan *vibrating sample magnetometer* (VSM).



BAB 2 KAJIAN PUSTAKA

2.1. Superkonduktivitas

Pada kajian teori ini (dari sub bab 2.1.1 sampai sub bab 2.1.4) akan dibahas mengenai resistivitas nol, teori BCS, Efek Meissner, superkonduktor tipe I dan tipe II dengan mengacu pada beberapa referensi (M. A. Omar 1974; A. Bourdillon 1994; B.R. Lehndorff 2001; A. K. Saxena 2010).

2.1.1. Resistivitas nol (zero resistivity)

Superkonduktor pertama kali ditemukan oleh H. Kamerlingh Onnes dari Universitas Leiden Belanda pada tahun 1911. Suatu bahan dapat dikatakan sebagai bahan superkonduktor, apabila mempunyai resistivitas (ρ) dan medan magnet induksi (*B*) di dalam bahan sama dengan nol. Jika suatu bahan superkonduktor didinginkan terus sampai mendekati daerah suhu nol absolut, maka pada suhu tertentu resistivitas normalnya akan turun secara drastis sampai menunjukkan resistivitas nol (*zero resistivity*). Suhu peralihan pada saat terjadinya perubahan dari resistivitas normal ke resistivitas nol disebut suhu kritis (T_c). Gambar 2.1 memperlihatkan perbandingan pola penurunan harga resistivitas terhadap suhu dari bahan konduktor (Cu) dan superkonduktor (Hg).





2.1.2. Teori BCS

Pemahaman secara teoritis mengenai fenomena superkonduktivitas muncul sekitar lebih dari 50 tahun setelah penemuan bahan superkonduktor. Teori tersebut pertama kali dikemukakan oleh J. Bardeen, L.N. Cooper dan J.R. Schrieffer yang dikenal dengan teori BCS. Teori mikroskopik BCS didasarkan pada beberapa hipotesa

- interaksi elektron-kisi mengarah ke interaksi elektron-elektron dan elektron membentuk pasangan yang saling mengikat pada keadaan superkonduktor
- interaksi elektron-elektron dimediasi oleh pertukaran fonon antara dua elektron yang berpasangan
- pasangan tersebut adalah elektron dengan *spin-up* yang mempunyai momentum
 k dipasangkan dengan *spin-down* yang mempunyai momentum k, dan
 momentum sudut dari pasangan adalah nol
- panjang koherensi adalah sama dengan jarak dari pasangan, dan celah energi yang teramati sesuai dengan energi ikat dari pasangan.

Gambaran elektron konduksi dalam permukaan Fermi sebuah logam diperlihatkan pada Gambar 2.2. Dua elektron (berlabel 1 dan 2) terletak persis di permukaan Fermi. Jika mereka membentuk pasangan yang saling mengikat, gerakannya akan berkorelasi, asalkan tetap berada dekat dengan permukaan Fermi. Karena elektron 1 dekat dengan permukaan Fermi, maka kecepatannya sangat besar (sama dengan kecepatan Fermi). Pada saat elektron melewati ion positif, ion akan merespon dengan bergerak mendekati elektron (Gambar 2.2.a). Dalam teori medan, karena distorsi kisi (yang disebabkan oleh hamburan elektron), sebuah fonon terciptakan, dimana masing-masing elektron dikelilingi oleh awan fonon. Elektron 1 dan 2 berinteraksi melalui pertukaran fonon (Gambar 2.2.b). Momentum fonon q yang dipancarkan oleh elektron 1 diserap oleh elektron 2, sehingga elektron 1 dan 2 masing-masing mendapatkan momentum (k₁ - q) dan (k₂ + q). Interaksi ini kuat, ketika elektron 1 dan 2 memiliki arah momentum dan spin yang berlawanan, yaitu ($k_1, -q_{\uparrow}$) dan ($k_2, -q_{\downarrow}$).





Gambar 2.2. a. Interaksi elektron-elektron b. Pasangan yang dimediasi oleh fonon (A. K. Saxena 2010)

Ketersediaan fonon terbatas pada rentang energi kecil $\hbar \omega_D = k_B \theta_D$, di mana ω_D adalah frekuensi Debye dan θ_D adalah suhu Debye. Interaksi terjadi jika perbedaan energi adalah

$$E_{k1} - E_{k2} = \hbar \omega_D \tag{2-1}$$

Energi pasangan $(\hbar \omega_D)$ lebih rendah dibandingkan energi total elektron bebas. Sebagai hasilnya, sebuah gap terbentuk dekat energi Fermi, yang mana pendekatannya diberikan oleh $2\Delta = 3.52k_BT_c$ pada T=0 K, dengan k_B adalah konstanta Boltzmann dan T_c adalah suhu kritis. Di bawah T_c , parameter energi gap 2Δ naik secara tajam dari nol, mengikuti rumusan

$$2\Delta(T) \cong 3.52k_B T_c \left(1 - \frac{T}{T_c}\right)^{\gamma_2}$$
 (2-2)

Persamaan (2-2) hanya berlaku untuk superkonduktor dengan suhu kritis rendah (tipe I) dan tidak dapat diterapkan pada superkonduktor suhu tinggi (tipe II). Pada superkonduktor suhu tinggi, substitusi isotop oksigen menghasilkan perubahan harga T_c yang sangat kecil. Hal tersebut mengisyaratkan bahwa dalam superkonduktor suhu tinggi tidak tergambarkan adanya mekanisme elektron-fonon.

2.1.3. Efek Meissner

Peristiwa efek Meissner merupakan karakteristik lain dari bahan superkonduktor yang tidak dapat dihubungkan dengan keadaan resistivitas sama dengan nol. Tahun 1933 Meissner dan Ochsenfeld membuat percobaan mengukur medan magnet pada sebuah superkonduktor timah. Dengan menempatkan bahan superkonduktor dalam suatu medan magnetik kemudian didinginkan sampai suhu bahan berada di bawah suhu kritis, maka bahan superkonduktor akan melayang. Peristiwa melayangnya superkonduktor dalam medan magnetik disebut efek Meissner.

Peristiwa efek Meissner hanya bisa diterangkan bila dimisalkan ada fluks magnetik yang keluar dari bahan superkonduktor atau dengan perkataan lain sebuah superkonduktor berkelakuan seperti sebuah diamagnetik sempurna. Penolakan fluks medan magnetik tersebut dapat diinterpretasikan sebagai pembangkitan arus pusar pada permukaan superkonduktor dengan konduktivitas tak berhingga atau resistivitas sama dengan nol. Rumusan elektrodinamika untuk medan magnetik induksi yaitu

$$\mathbf{B} = \mu_o (\mathbf{H} + \mathbf{M})$$

 $\chi = \frac{H}{M} = -1$

dengan M adalah magnetisasi, H adalah medan magnetik luar, μ_0 adalah $4\pi \times 10^{-7}$. Dalam keadaan superkonduktif, di bagian dalam superkonduktor B = 0, maka akibatnya adalah H = -M, atau suseptibilitas mempunyai nilai -1.

(2-3)

(2-4)

Harga suseptibilitas tersebut menyatakan bahwa bahan superkonduktor bersifat diamagnetik sempurna, yang menunjukkan terjadinya penolakan medan magnetik dari bagian dalam bahan superkonduktor.

Pada Gambar 2.3 diberikan contoh penolakan fluks magnetik untuk bahan superkonduktor berbentuk bola.



Gambar 2.3. a. Fluks magnetik menembus bahan superkonduktor berbentuk bola pada $T > T_c$

 T_{c}

b. Fluks magnetik ditolak bahan superkonduktor berbentuk bola pada T <

2.1.4. Superkonduktor tipe I dan tipe II

Apabila pada bahan superkonduktor diberi medan magnetik luar yang diperbesar, maka pada suatu harga medan magnetik tertentu sifat superkonduktor bahan tersebut akan hilang. Harga atau besar medan magnetik pada saat bahan kehilangan sifat superkonduktornya disebut medan magnetik kritis (H_c).

Bahan-bahan superkonduktor umumnya diklasifikasikan ke dalam dua tipe yaitu tipe I dan tipe II. Klasifikasi tersebut muncul karena terdapat perbedaan kelakuan medan magnetik pada tiap-tiap jenis bahan superkonduktor. Parameter Ginzburg-Landau umumnya digunakan untuk membedakan superkonduktor tipe I dan tipe II.

Perbandingan dua panjang karakteristik yaitu perbandingan antara panjang penetrasi magnetik dengan panjang koherensi disebut dengan koefisien Ginzburg-Landau (κ) : $\kappa = \frac{\lambda}{\xi} \cong$ konstan di sekitar Tc. Parameter panjang penetrasi magnetik (λ) merupakan kedalaman permukaan bahan superkonduktor yang dapat ditembus oleh medan magnetik luar *H*. Selain itu, λ didefinisikan sebagai ketebalan daerah di sekitar teras tabung vorteks yang dialiri arus super dalam superkonduktor. Panjang koherensi (ξ) adalah jarak antar elektron dalam pasangan *cooper* atau diameter fluksoid (vorteks) seperti terlihat pada Gambar 2.4.





Dari hasil perhitungan Ginzburg-Landau diperoleh harga $\kappa < \frac{1}{\sqrt{2}}$ untuk superkonduktor tipe I, sedangkan $\kappa > \frac{1}{\sqrt{2}}$ untuk superkonduktor tipe II.

Apabila pada bahan tipe I diberikan medan magnetik yang diperbesar sampai mencapai nilai medan kritis H_c , maka superkonduktor secara mendadak dan tajam akan menjadi normal (kehilangan sifat superkonduktor). Hubungan tersebut diperlihatkan dalam gambar 2.5.a, sebagai hubungan medan magnet luar (H) terhadap magnetisasi (M). Daerah di dalam segitiga merupakan keadaan superkonduktor dengan resistivitas nol ($\rho = 0$) dan medan magnetik di dalam bahan sama dengan nol (B = 0). Sedangkan daerah di luar segitiga merupakan keadaan normal dimana medan magnetik dan resistivitas bahan tidak sama dengan nol ($B \neq 0$ dan $\rho \neq 0$). Kurva pada gambar 2.6 dapat didekati dengan fungsi parabolik, dan dapat diekspresikan dengan sebuah rumus, yaitu

$H_c(T) = H_c(0) \left(1 - \left(\frac{T}{T_c}\right)^2 \right)$ (2-5)

dengan $H_c(T)$ adalah medan kritis pada suhu T, $H_c(0)$ adalah medan kritis pada suhu nol absolut, T_c adalah suhu kritis. Superkonduktor tipe I hanya sanggup mengalirkan arus dengan rapat arus kritis (J_c) lebih kecil dari 10^3 A/cm², dan hanya dapat mempertahankan superkonduktivitas dalam medan magnetik (H_c) maksimum 10^3 Gauss.

Hubungan antara medan magnetik luar dengan magnetisasi untuk superkonduktor tipe II diperlihatkan pada gambar 2.5.b. Superkonduktor tipe II mempunyai medan magnetik kritis terbawah (H_{c1}) dan medan magnetik kritis teratas (H_{c2}). Bila medan magnetik H yang lebih kecil dari Hc₁ diberikan pada bahan superkonduktor tipe II maka bahan akan bersifat diamagnetik sempurna (superkonduktor). Apabila medan magnetik diperbesar melebihi Hc₁, maka bahan akan ditembus fluks magnetik. Fluks magnetik yang menembus selanjutnya akan menghasilkan arus sirkulasi di sekelilingnya. Arus sirkulasi ini akan menghasilkan vorteks atau fluksoid. Apabila medan makin diperbesar, maka makin banyak fluks yang menembus bahan. Ketika rapat vorteks cukup besar maka superkonduktor akan masuk ke keadaan normal. Nilai medan pada saat superkonduktor masuk ke dalam keadaan normal disebut sebagai H_{c2} . Hilangnya superkonduktivitas pada superkonduktor tipe II karena pengaruh medan magnetik diperlihatkan pada gambar

2.6.b.



Gambar 2.5. a. Kurva medan magnetik terhadap magnetisasi superkonduktor tipe I b. Kurva medan magnetik terhadap magnetisasi superkonduktor tipe II (A. K. Saxena 2010)



Gambar 2.6. a. Kurva medan magnetik kritis terhadap suhu kritis pada superkonduktor tipe I b. Kurva hubungan magnetik kritis terhadap suhu kritis pada

superkonduktor tipe II (A. K. Saxena 2010)

Vorteks pertama kali ditemukan oleh Abrikosov pada tahun 1957 de ngan menggunakan teori Ginzburg-Landau. Diketahui bahwa medan magnetik B dalam bahan superkonduktor adalah nol, oleh karena itu rapat arus $\mu_o J = \nabla x B$ juga harus nol. Dengan menggunakan teorema Stokes, maka diperoleh persamaan

 $2\pi n = \frac{2e}{\hbar} \Phi = \frac{\Phi}{\Phi}$

(2-6)

dengan Φ adalah fluks magnetik dan Φ_0 disebut kuanta fluks magnetik. Jadi setiap vorteks membawa sebuah kuanta fluks magnetik sebesar $\Phi_o = \frac{\hbar}{2\rho} = 2 \times 10^{-15}$ Weber .

2.2. Superkonduktor Suhu Tinggi

Setelah penemuan superkonduktor suhu tinggi oleh Bednorz dan Muller (J.G. Bednorz 1987) pada senyawa La_{2-x}Ba_xCuO₄ dengan suhu kritis sekitar 30 K, dan hanya dengan mengganti La dengan Y maka Wu dan kawan-kawan (M.K. Wu 1987) dapat meningkatkan suhu kritis menjadi 90 K pada superkonduktor YBa₂CuO_{7- δ} (YBCO). Superkonduktor suhu tinggi HTSC (High-T_c) merupakan superkonduktor yang sejauh diketahui terbuat dari senyawa oksida (keramik) mempunyai suhu kritis (T_c), rapat arus kritis (J_c) dan medan magnetik kritis (H_c) yang tinggi (B.R. Lehndorff 2001).

Superkonduktor keramik mengandung struktur lapisan CuO₂ yang terdapat dalam satuan sel atau sub sel yang terpisah. Jumlah lapisan CuO₂ diduga berhubungan erat dengan harga suhu kritis (T_c) dan lapisan tersebut berperan dalam konduksi dua dimensi yang terjadi. Semakin banyak lapisan CuO₂ dalam satu sel satuan, maka harga suhu kritis semakin tinggi.

Dua contoh senyawa keramik yang termasuk superkonduktor suhu tinggi, adalah superkonduktor YBa₂Cu₃O_{6+x} (YBCO) dan Bi₂Sr₂Ca_{n-1}Cu_nO_{2n+4} (BSCCO). Superkonduktor sistem BSCCO yang mempunyai rumus umum Bi₂Sr₂Ca_{n-1}Cu_nO_{2n+4} merupakan superkonduktor anisotropik. Keadaan anisotropik dalam superkonduktor Bi₂Sr₂Ca_{n-1}Cu_nO_{2n+4} disebabkan oleh kopling yang sangat lemah antara lapisan ganda BiO-BiO. Dari rumus senyawa tersebut, superkonduktor sistem BSCCO mempunyai tiga fase berkaitan dengan n = 1, 2, 3 ya itu : fase 2201 (untuk senyawa Bi₂Sr₂CuO₆), fase 2212 (untuk senyawa Bi₂Sr₂CaCu₂O₈) dan fase 2223 (untuk senyawa Bi₂Sr₂Ca₂Cu₃O₁₀). Superkonduktor sistem BSCCO dengan fase 2201 mempunyai suhu kritis 30 K dengan satu lapisan CuO₂ dalam satu sel satuan, fase 2212 mempunyai suhu kritis 80 K dengan dua lapisan CuO_2 dan fase 2223 mempunyai suhu kritis 110 K dengan tiga lapisan CuO_2 (A. K. Saxena 2010).

Sifat-sifat superkonduktor keramik sistem YBa₂Cu₃O_{6+x} sangat dipengaruhi oleh kandungan oksigen yang terdapat dalam senyawa tersebut. Kandungan oksigen ditentukan oleh perlakuan pada proses pembuatannya. Superkonduktor sistem YBa₂Cu₃O_{6+x} mempunyai dua struktur yaitu struktur tetragonal ($0 \le x \le 0.5$) yang bersifat semikonduktor dan struktur ortorombik ($1 \ge x \ge 0.5$) yang bersifat superkonduktor. Secara mikroskopik, struktur kristal YBa₂Cu₃O_{6+x} adalah *triperovskite* non-stoikiometrik dengan struktur idealnya adalah YBa₂Cu₃O₇ (T. Chatterji 2006).

Struktur Perovskite ABX₃ diperlihatkan pada Gambar 2.7, di mana simbol A adalah atom Y, Nd atau Ba, simbol B adalah atom Cu dan simbol X adalah atom oksigen.



Gambar 2.7. Struktur perovskite ABX₃ (T. Chatterji 2006)

а

Struktur kristal YBa₂Cu₃O_{6+x} terdiri dari lapisan CuO_x, BaO, CuO₂, Y, CuO₂, BaO, dan CuO_x seperti diperlihatkan pada Gambar 2.8. Lapisan CuO_x disebut lapisan basal dimana terdapat oksigen nonstoikiometri. Untuk x = 0 bidang basal hanya terdiri dari atom Cu. Posisi oksigen (yang disebut O4) kosong. Untuk x = 1, oksigen pada posisi O4 penuh dan mengubah lapisan menjadi bidang Cu-O sepanjang sumbu b. Proses doping sangat berpengaruh dalam lapisan CuO_x. Valensi atom Cu (posisi Cu1) dalam bidang basal untuk x = 0 a dalah Cu¹⁺ sedangkan valensi ion Cu (posisi Cu2) dalam lapisan ganda CuO₂ adalah Cu²⁺. Dengan penambahan jumlah oksigen, akan terjadi perubahan terbesar dalam keadaan oksidasi pada atom Cu dalam bidang basal CuO_x dan keadaan oksidasi dari ion Cu ini berkisar antara +2 dan +3.



Gambar 2.8. Struktur kristal senyawa YBa₂Cu₃O_{7-δ} atau REBa₂Cu₃O_{7-δ}

Struktur magnetik dari tetragonal YBa₂Cu₃O_{6+x} untuk harga x ke cil adalah antiferomagnetik. Antiferomagnetik YBa₂Cu₃O_{6+x} adalah tetragonal (grup ruang P4/mmm) dengan parameter kisi $a = b \approx 3.86 \text{ A}^{\circ}$, $c \approx 11.82 \text{ A}^{\circ}$ untuk x = 0. Posisi Cu1 ditempati oleh ion non magnetik Cu¹⁺ (S = 0) dalam konfigurasi elektronik 3d¹⁰. Posisi Cu2 ditempati oleh ion magnetik Cu²⁺ mempunyai spin S = ½ da lam kofigurasi 3d⁹. Gambar 2.9 memperlihatkan skema struktur antiferomagnetik YBa₂Cu₃O₆. *Magnetic ordering* muncul di bawah suhu Neel (T_N) \approx 410 K, yang mengimplikasikan interaksi yang sangat kuat dalam bidang tetangga terdekat Cu-Cu. Vektor propagasi $\mathbf{k} = (1/2, 1)$ 1/2, 0) dan momen magnetik adalah sepanjang sumbu a, mengimplikasikan anisotropik ortorombik yang kecil dalam penggambaran sistem magnetik spin Hamiltonian. Pada suhu rendah, momen magnetik untuk ion Cu diperoleh sebesar $0.64\mu_B$, yang mengasumsikan faktor bentuk isotropik. Jadi disana terjadi reduksi yang kuat dari momen magnetik yang diakibatkan fluktuasi quantum dan pengaruh kovalensi.



Gambar 2.9. Skema struktur antiferomagnetik YBa₂Cu₃O₆ (T. Chatterji 2006)

Superkonduktor sistem YBa₂Cu₃O_{7-δ} (Y-123) kemudian dikembangkan menjadi superkonduktor sistem (RE)Ba₂Cu₃O_{7-δ}, dengan mengganti blok Y dengan blok (RE) yang tersusun oleh ion-ion tanah jarang (*rare earth*) Nd, Eu dan Gd. Ion-ion Nd, Eu dan Gd merupakan bahan-bahan magnetik. Tujuan dari penggantian ion Y dengan ionion Nd, Eu dan Gd adalah untuk menghasilkan bahan superkonduktor dengan rapat arus kritis dan medan magnetik kritis yang tinggi. Superkonduktor sistem (RE)Ba₂Cu₃O_{7-δ} (RE-123) lebih baik dibandingkan superkonduktor YBa₂Cu₃O_{7-δ}, dan bahkan diprediksi sebagai bahan paling berpeluang untuk dapat diaplikasikan dewasa ini. Keunggulan superkonduktor RE-123 dibandingkan superkonduktor suhu tinggi lain karena mempunyai suhu kritis, rapat arus kritis, medan magnetik kritis yang lebih besar, serta ketahanan terhadap lingkungan lebih baik.

Atom Y dapat disubstitusi oleh semua elemen magnetik unsur tanah jarang kecuali Pr, tanpa menimbulkan perubahan yang berarti terhadap harga Tc. Awalnya dipercaya bahwa PrBa₂Cu₃O_{6+x} merupakan anomali dalam REBa₂Cu₃O_{6+x} karena tidak menunjukkan sifat superkonduktor. Akan tetapi anggapan tersebut hilang setelah Zou dan kawan-kawan (Z. Zou 1998) berhasil membuat superkonduktor PrBa₂Cu₃O_{6+x} dengan suhu kritis (T_c) sekitar 85 K.

Ion Cu^{2+} dalam REBa₂Cu₃O_{6+x} memunculkan sifat antiferomagnetik pada suhu relatif tinggi. Sedangkan *magnetic ordering* atom-atom unsur tanah jarang muncul pada suhu yang sangat rendah. *Magnetic ordering* ion Cu²⁺ dalam REBa₂Cu₃O_{6+x} sama dengan YBa₂Cu₃O_{6+x} dengan vektor propagasi $\mathbf{k} = (1/2, 1/2, 0)$ (T. Chatterji 2006).

Magnetic ordering Dy dalam DyBa₂Cu₃O₇ telah diamati oleh Goldman dan kawan-kawan (A.I. Goldman 1987) dengan menggunakan difraksi neutron. Struktur antiferomagnetik ion Dy muncul pada $T_N \approx 1$ K dengan vektor propagasi $\mathbf{k} = (1/2, 1/2, 1/2)$. Gambar 2.10 memperlihatkan variasi suhu dari puncak magnetik (1/2, 1/2, 1/2) atau (111) dalam indeks sel. Intensitas puncak magnetik menurun secara kontinyu dengan penambahan suhu dan menjadi nol pada $T_N \approx 14$ K.





Gambar 2.10. Variasi suhu puncak magnetik (1/2, 1/2, 1/2) atau (111) dalam indeks sel (T. Chatterji 2006)

2.3. Difraksi Sinar-X dan Sinkrotron

Sinar-X merupakan gelombang elektromagnetik dengan orde panjang gelombang 0,1-10 Å. Elektron dipancarkan dari tabung katoda yang dipercepat oleh potensial yang sangat tinggi. Elektron yang dipancarkan mempunyai energi kinetik yang sangat besar, sehingga apabila menumbuk target logam yang berfungsi sebagai anoda maka sinar-X akan dipancarkan dari target logam tersebut. Sedangkan elektron yang dipercepat oleh potensial tinggi dan bergerak dalam medan magnetik akan melepaskan energi secara terus-menerus dalam bentuk radiasi elektromagnetik (foton) yang disebut dengan radiasi sinkrotron. Secara umum tidak ada perbedaan yang signifikan antara penggunaan sinar-X dan sinkrotron, hanya saja kemunculan beberapa puncak dengan intensitas cukup tinggi apabila menggunakan sumber sinkrotron yang diakibatkan oleh distribusi kontinu dari energi foton.

Difraksi merupakan suatu metode yang digunakan untuk mengamati struktur kristal suatu bahan, yang berkaitan dengan sifat gerak gelombang. Apabila berkas sinar dijatuhkan pada cuplikan, maka hamburan koheren yang terjadi pada arah sudut-sudut tertentu, sesuai dengan perumusan Bragg

 $2 d(hkl) \sin \theta (hkl) = \lambda$

(2-7)

dengan d(hkl) adalah jarak antar bidang Miller, λ adalah panjang gelombang berkas sinar dan θ adalah sudut antara sinar datang dan bidang hamburan.

Perhitungan intensitas untuk hamburan sinar-X dan sinkrotron adalah sama, sehingga dapat mengacu pada satu kasus sumber saja yaitu sinar-X. Hamburan Thomson untuk satu elektron dinyatakan dengan *differential cross section* $(\frac{d\sigma_s}{d\Omega})$, yang

merepresentasikan probabilitas sinar-X terhambur dalam detektor yang dinyatakan sebagai

$$\frac{d\sigma_s}{d\Omega} = \frac{I_e R^2}{I_o} = r_e^2 \left[\frac{1 + \cos^2 \theta}{2} \right]$$
(2-8)

dengan I_e menyatakan intensitas sinar-X yang dihamburkan, I_o intensitas sinar-X datang, r_e adalah jari-jari elektron, $(1+\cos^2\theta)$ adalah faktor polarisasi (B.K. Agarwal 1991).

Berkas sinar-X yang dihamburkan oleh cuplikan bergantung pada resultan gelombang yang dihamburkan oleh seluruh atom di dalam sel satuan yang disebut sebagai faktor struktur geometri F(k). Sehingga *differential cross section* dapat ditulis sebagai

$$\frac{d\sigma_e}{d\Omega} = r_e^2 \left[\frac{1 + \cos^2 \theta}{2} \right] \left| F(k) \right|^2$$
(2-9)

dan faktor struktur geometri F(k) dinyatakan dengan

$$F(k) = \sum_{1}^{N} f e^{2\pi i (hu+kv+lw)}$$
(2-10)

dengan f adalah faktor hamburan atom, N jumlah atom dalam sel satuan dan (uvw) menyatakan koordinat atom dalam sel satuan.

Selain itu ada beberapa faktor yang berperan dalam menentukan intensitas sinar-X yang dihamburkan, antara lain faktor multiplisitas, absorpsi, suhu dan faktor polarisasi Lorentz. Dengan memperhitungkan seluruh faktor-faktor tersebut, secara umum intensitas pola difraksi yang dihasilkan oleh pantulan Bragg dapat dituliskan sebagai (B.D. Cullity 1978) :

$$I = \left[\frac{I_o e^4}{m^2 c^4}\right] \left[\frac{\lambda^3 A}{32\pi r}\right] \left[\frac{1}{v^2}\right] |F|^2 p \left[\frac{1+\cos^2 2\theta}{\sin^2 \theta \cos \theta}\right] \left[\frac{e^{-2M}}{2\mu}\right]$$
(2-11)

dengan *e* adalah muatan elektron, *m* massa elektron, *c* kecepatan cahaya, λ panjang gelombang sinar-X, *A* penampang lintang terhadap sinar datang, *r* jari-jari difraktometer, *p* faktor multiplisitas, *v* volume sel satuan, *F* faktor struktur, e^{-2M} faktor suhu dengan $M = B \sin^2 \theta / \lambda^2$, *B* faktor Debye-Waller, μ koefisien absorpsi linier, θ sudut hamburan Bragg.

Dalam proses *refinement*, parameter-parameter yang di *refine* adalah faktor multiplisitas (*p*), faktor struktur (*F*), faktor suhu (e^{-2M}) dan sudut hamburan Bragg (θ).

2.4. Difraksi Neutron

Hamburan neutron termal merupakan suatu teknik yang sangat baik digunakan untuk investigasi struktur suatu bahan. Penggunaan teknik ini didasarkan pada sifat dasar dari neutron yang diperlihatkan pada Tabel 2.1.

Tabel 2.1. Sifat dasar dari neutron (T. Chatterji 2006)

No	Property	Value or equation
1,	Mass	1.0087 atomic mass units
2	Charge	
3	β <mark>-de</mark> cay life time	885.8±0.9s
4	Free neutron decay	$n \rightarrow p + e^- + \overline{\nu}_e$
5	Spin	1/2
6	Magnetic moment, μ_n	-1.9130427 μ _N

Tabel 2.1 m emperlihatkan bahwa neutron bermuatan nol, mempunyai daya tembus yang besar, interaksi dengan zat tergolong lemah dan tidak mengganggu sistem. Karena interaksinya lemah, maka aproksimasi Born orde pertama dapat digunakan untuk menghitung penampang hamburan absolut. Amplitudo hamburan neutron bervariasi secara non-monoton dari unsur ke unsur. Untuk isotop yang berbeda dalam unsur yang sama amplitudo hamburannya juga berbeda.

Neutron mempunyai spin, sehingga hamburannya bergantung pada spin inti bahan. Kebolehjadian hamburan dengan spin paralel dan spin antiparalel berbeda, yang menimbulkan hamburan koheren dan inkoheren.
Neutron mempunyai momen magnetik, sehingga dapat berinteraksi dengan elektron yang tidak berpasangan dari atom magnetik. Hamburan neutron dapat memberikan informasi tentang struktur magnetik, distribusi magnetik dan arah spin dari bahan magnetik.

Dalam pengukuran menggunakan teknik hamburan neutron, berkas neutron dilewatkan pada monokromator agar radiasi yang jatuh pada sampel mempunyai satu panjang gelombang neutron (monokromatik) dengan vektor gelombang k_o . Sebagian radiasi neutron akan ditransmisikan oleh sampel, sisanya akan diserap serta dihamburkan oleh sampel. Hamburan yang terjadi akan ditangkap oleh detektor dalam arah k_I , seperti diperlihatkan pada Gambar 2.11 (K. Skold 1986).



Gambar 2.11. Skema percobaan hamburan neutron (K. Skold 1986)

Radiasi neutron yang dihamburkan oleh sampel dan interaksinya digambarkan dengan differential cross section

$$\overline{d\Omega} = \overline{\Phi N(\Delta \Omega)\eta}$$

 $d\sigma \qquad C$

(2-12)

dengan Φ jumlah neutron yang melewati luasan persatuan waktu (fluks neutron datang), *N* jumlah atom, $\Delta\Omega$ sudut padatan detektor, η efisiensi detektor, *C* kecepatan cacah detektor. *Differential cross section* adalah fungsi dari besar dan arah k_o dan k_1 dan merupakan sifat dari sampel yang terukur.

Interaksi antara neutron dengan sebuah atom dapat terjadi melalui dua interaksi, yaitu karena pengaruh gaya inti, dan pengaruh medan magnetik dalam atom, yang digambarkan dalam bentuk amplitudo hamburan. Hamburan neutron oleh inti disebabkan oleh gaya inti yang mempunyai kisaran panjang gelombang antara 10⁻¹²-10⁻¹³ cm. Panjang gelombang neutron termal sekitar 10⁻⁸ cm yang mana lebih besar dibandingkan panjang gelombang gaya inti. Interaksi antara neutron dengan sebuah atom melalui gaya inti dapat digambarkan dalam bentuk yang sederhana dan dari definisi *cross section* maka diperoleh

dengan b adalah panjang hamburan dan besarnya hanya dipengaruhi oleh *atomic number* Z dan *atomic weight* A.

Sedangkan *cross section* hamburan magnetik yang disebabkan oleh elektron yang tidak berpasangan diberikan oleh persamaan

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = (\gamma_o)^2 [f(k_1 - k_o)]^2 S(S+1)$$
(2-14)

(2-13)

dengan $\gamma r_o \approx 0.54 \text{ x } 10^{-12} \text{ cm}$, S adalah bilangan kuantum spin untuk ion, dan $f(Q) = f(k_1 - k_o)$ adalah faktor bentuk magnetik yang merupakan transformasi

Fourier rapat distribusi elektron yang tidak berpasangan dari pusat ion.

 $\frac{d\sigma}{d\Omega} = b^2$

Intensitas hamburan neutron diperoleh dari *double differential cross section* yang diberikan oleh persamaan

$$I(\vec{Q}, E) = \frac{d\sigma^2}{d\Omega dE} = \frac{1}{N} \left(\frac{k_1}{k_o}\right) \frac{1}{2\pi\hbar} \sum_{i,j} b_i b_j \int_{-\infty}^{\infty} \left\langle e^{-i\vec{Q}\cdot\vec{r}_j(0)} e^{i\vec{Q}\cdot\vec{r}_j(t)} \right\rangle e^{1-(E/\hbar)t} dt$$
(2-15)

dan faktor struktur

$$F(\vec{Q}) = \frac{1}{N} \sum_{i,j} b_i b_j \int_{-\infty}^{\infty} \left\langle e^{-i\vec{Q}.\vec{r}_i(0)} e^{i\vec{Q}.\vec{r}_j(t)} \right\rangle dt$$
(2-16)

dengan *h* konstanta Planck, \vec{Q} vektor hamburan dengan $\vec{Q} = \vec{k}_o - \vec{k}_1$, *E* energi neutron, $r_i(0)$ posisi atom pada saat 0, $r_j(t)$ posisi atom pada saat t (K. Skold 1986).

Salah satu aplikasi neutron diterapkan pada HRPD (*High Resolution Powder Diffraction*). HRPD merupakan difraktometer dengan sumber radiasi neutron dan memiliki resolusi relatif tinggi, yang umumnya digunakan untuk mengamati struktur kristal dan struktur magnetik suatu bahan. Neutron juga digunakan untuk meneliti atom ringan dengan kehadiran atom berat, misalnya dalam paduan logam yang mengandung atom ringan dan atom berat.

2.5. Pengukuran Rapat Arus Kritis (J_c)

Rapat arus kritis bahan superkonduktor dapat diketahui dengan pengukuran medan magnetik. Pengukuran medan magnetik berbeda dengan pengukuran resistivitas. Perbedaan tersebut terdapat dalam beberapa hal. *Pertama* : sampel tidak memerlukan kontak listrik dan diperlukan sampel dalam jumlah yang tidak terlalu banyak, bahkan dapat digunakan sampel dalam bentuk serbuk. *Kedua*, sinyal magnetik diberikan pada suhu di bawah T_c pada saat nilai resistivitas berubah menjadi nol dan sinyal magnetik dapat digunakan untuk mengukur bahan pada suhu rendah. *Ketiga*, fraksi volume superkonduktor (*superconducting volume fraction*) dapat diestimasi. *Keempat*, sinyal dapat diberikan walaupun ada bagian dari bahan padatan yang terputus (terjadi *crack*) atau tidak dipengaruhi oleh kontak antar butiran (M. I. Youssif 2000).

Salah satu peralatan yang digunakan untuk mengamati sifat magnetik (momen magnetik) adalah dengan *superconducting quantum interference device* (SQUID). Keluaran dari peralatan SQUID dapat berupa data momen magnetik (m) sebagai fungsi suhu (T) atau data momen magnetik sebagai fungsi kuat medan (H).

Momen magnetik biasanya dihubungkan dengan gerakan orbital atau gerakan spin dari pertikel bermuatan dalam bahan. Ketika membandingkan bahan yang berbeda atau bahan dengan ukuran berbeda, hal yang perlu diketahui adalah kuantitas makroskopis dari magnetisasi atau momen magnetik total per satuan volume atau per satuan massa :

$$M = \frac{m}{V} \tag{2-17}$$

Sedangkan suseptibilitas magnetik (χ) didefinisikan sebagai intensitas magnetik yang diperoleh dari penghalang kecil yang ditempatkan dalam medan magnetik. Kondisi medan dari satuan gaya medan atau suseptibilitas didefinisikan sebagai perbandingan magnetisasi (M) dengan kuat medan magnetik (H) :

 $\chi = \frac{M}{H}$

(2-18)

Rapat arus kritis dari bahan superkonduktor dihitung berdasarkan model Bean (C.P. Bean 1964). Teori ini berawal dari sebuah arus yang diinduksi oleh perubahan medan magnetik yang ditempatkan tegak lurus dengan sampel superkonduktor dengan mengikuti hukum Faraday. Arus tersebut mengalir mengikuti hukum Lenz untuk

23

melawan fluks muatan dalam kaitannya dengan pemberian medan magnetik. Bean membuat dua asumsi pengertian histeresis secara teori dalam superkonduktor tipe II. Asumsi pertama model Bean, bahwa magnetisasi M akan berubah secara linier melalui bahan superkonduktor dengan jari-jari r dan seluruh perubahan dalam distribusi fluks diinduksi pada permukaan bahan. Asumsi kedua, kehadiran gaya elektromotif terkecil akan menghasilkan satu rapat arus kritis.

Perhitungan harga rapat arus kritis menggunakan model Bean untuk sampel berbentuk serbuk dapat dilakukan dengan menggunakan data hasil karakterisasi SQUID (grafik M-H) (A. Ehmann 1993; T. Rentschler 1994) yaitu

$$J_c = \frac{3M_r}{2rV} \tag{2-19}$$

Fraksi volume superkonduktor dihitung dari hasil karakterisasi suseptibilitas terhadap suhu pada *zero field cooling* (ZFC) dengan menggunakan hubungan

$$\chi = \frac{M}{H_{eff}V} \quad \text{dimana} \quad H_{eff} = \left(\frac{1}{1 - n_M}\right) H_o \quad \text{dan} \quad n_M \approx 1/3 \quad (2-20)$$

dan dibandingkan dengan diamagnetik sempurna

$$\chi = -1/4\pi$$
 (2-21)

2.6. Penelitian yang sudah dilakukan sampai saat ini

Keberhasilan M.K. Wu, dan kawan-kawan (M.K. Wu 1987) mendapatkan superkonduktor keramik sistem YBCO dengan suhu kritis sekitar 90 K, mendorong para peneliti untuk meneliti lebih lanjut mengenai bahan superkonduktor tersebut agar menghasilkan superkonduktor yang mempunyai struktur kristal tunggal, mempunyai homogenitas, suhu kritis, rapat arus kritis dan medan magnetik kritis tinggi, serta metode sintesis yang efektif dan efisien, baik dalam hal waktu maupun biaya.

Berbagai cara telah dilakukan agar tercapai tujuan tersebut, di antaranya dengan substitusi kation, variasi suhu sintering, variasi metode pemrosesan maupun *doping*. Untuk meningkatkan rapat arus kritis superkonduktor, T. Goto dan kawan-kawan telah mensintesis superkonduktor (Nd_{0,33}Eu_{0,38}Gd_{0,28})Ba₂Cu₃O_x dengan *doping* Zr sebesar 0,1% serta penambahan 0,1% oksigen dan 0,1% gas argon dengan metode *solution spinning* (T.Goto 2005). Senyawa awal dilarutkan dalam larutan *aqueous poly (vinyl alcohol)* dengan *propionic acid* dan *2-hydroxy isobutyric acid*. Proses pembentukan

kristal dilakukan dengan menggunakan metode pelelehan sebagian (partial melting) pada suhu 990°C. Pengukuran rapat arus kritis pada suhu 77 K dengan aplikasi medan magnetik 6 T, telah menghasilkan J_c sebesar 10⁵ A/cm². Penambahan *doping* Zr juga dilakukan oleh Caixuan Xu dan kawan-kawan (C. Xu 2007) pada superkonduktor GdBa_{2-x}Cu₃O₇₋₈. Proses sintesis dilakukan dengan metode pelelehan pada suhu 1030°C yang dimodifikasi dengan proses top-seed dan pada tahap akhir dilakukan proses anil menggunakan gas oksigen dan argon. Penambahan 0.4 mol % ZrO₂ telah menghasilkan Jc sebesar 10⁵ A/cm² pada suhu 77 K. Selain itu, penelitian untuk meningkatkan rapat arus kritis juga telah dilakukan oleh E. Ban dan kawan-kawan dengan doping ZnO dan ZrO₂ secara bersamaan. Penambahan *doping* sebesar 0,1 persen Zn dan 0,1 persen Zr secara bersamaan pada superkonduktor Eu-Ba-Cu-O melalui proses partial melting serta penambahan 0,1 p ersen oksigen dan 0,1 persen argon telah menghasilkan Jc sebesar 1.8×10^4 A/cm² pada suhu 77 K (E. Ban 2007). Peningkatan rapat arus kritis juga ditentukan oleh homogenitas fasa 211 dalam sampel seperti yang dilaporkan oleh Diko dan kawan-kawan (P. Diko 2006) dengan melakukan sintesis superkonduktor $(RE)_{1+x}Ba_{2-x}Cu_{3}O_{7-\delta}$ menggunakan metode Top Seeded Melt Growth (TSMG).

Pada bab pendahuluan telah disinggung bahwa penelitian mengenai *doping* Ag pada superkonduktor Gd-123 dan Y-123 telah dilakukan oleh N. Sakai dan N. Mori (N. Sakai 2005; N. Mori 2006). Penambahan Ag telah mengisi porositas, mengurangi batas butiran, mengurangi resistivitas keadaan normal dan mengurangi efek *weak-link*. Metode pelelehan digunakan oleh N. Sakai dan kawan-kawan untuk pertumbuhan kristal $Gd_{1+x}Ba_{2-x}Cu_3O_{7-\delta}$, sedangkan metode *infiltration growth* digunakan oleh N. Mori dan kawan-kawan untuk pertumbuhan kristal Y_{1+x}Ba_{2-x}Cu₃O_{7- δ}.

Ukuran butiran bahan superkonduktor sangat penting untuk mekanisme aliran arus dalam bahan. Penelitian untuk memperoleh ukuran butiran yang besar telah dilakukan oleh S. Nariki dan kawan-kawan, dengan penambahan BaCeO₃ (*barium cerate*) pada superkonduktor sistem Gd123. Sampel dengan komposisi Gd123 : BaCeO₃ : Gd211 = 100 : 40-x : x (x = 0-40) ditambah dengan 20 persen Ag₂O dan 0,5 persen Pt serta dialiri 1 persen oksigen telah disintesis dan menghasilkan sampel dengan ukuran butiran berkisar antara 25 dan 33 mm (S. Nariki 2006). Penelitian dengan penambahan campuran logam Bi-Sn-Cd pada superkonduktor Gd-123 untuk memperoleh ukuran butiran yang besar telah dilaporkan oleh Y. Kimura dan kawankawan (Y. Kimura 2006).

Penelitian mengenai *flux pinning* dan *magnetic trapped* diantaranya dilakukan oleh M.R. Koblischka (M. R. Koblischka 2000) dan A. Hu (A. Hu 2004). M.R. Koblischka dan kawan-kawan mensintesis superkonduktor NEG-123 dengan metode *Oxygen Controlled Melt Growth* (OCMG), sedangkan A. Hu mensintesis SEG-123 dengan metode pelelehan.

Ketepatan dan ketelitian menentukan komposisi molar bahan awal merupakan salah satu keberhasilan dalam sintesis superkonduktor REBCO. Hal tersebut telah dibuktikan oleh Yang Li (Y. Li 2004) dengan melakukan sintesis superkonduktor Eu-Ba-Cu-O dengan variasi x pa da senyawa superkonduktor $Eu_{1+x}Ba_{2-x}Cu_3O_{7-\delta}$. Dengan menambah Eu dari komposisi molar x = 1 menjadi x = 1,02, dapat menurunkan harga suhu kritis dari 92 K menjadi 55 K.

Beberapa penelitian untuk menghasilkan sampel dengan ukuran partikel dalam skala nanometer telah dilakukan, diantaranya oleh Sundaresan dan kawan-kawan dari India (A. Sundaresan 2009), yang memperlihatkan sifat feromagnetik non-magnetik oksida CeO₂ dan Al₂O₃ pada suhu ruang. Histeresis feromagnetik juga telah diamati dalam *graphite* yang diiradiasi proton (P. Esquinazi 2002) dan feromagnetik suhu tinggi ditemukan dalam *alkaline-earth hexaboride* (D.P. Young 1999).

Seperti telah disebutkan pada bab pendahuluan, magnetik partikel nano digunakan sebagai komponen aktif dari *ferrofluids*, pembuatan *tape*, dan dalam aplikasi *biomedical* (R.W. Chantrell 1994; H. Gu 2003). Aplikasi partikel nano begitu luas, sehingga mendorong peneliti untuk mensintesis partikel nano pada bahan superkonduktor seperti yang telah dilaporkan oleh Rao dan kawan-kawan (A. Shipra 2007). Rao dan kawan-kawan mensintesis partikel nano YBCO dengan metode *citrate-gel*, dan diperoleh ukuran partkel (butiran) sekitar 0,1 μ m. Dari hasil karakterisasi XRD, partikel nano YBCO memperlihatkan struktur ortorombik dengan parameter kisi a (3,829 Å), b (3,874 Å) dan c (11,670 Å). Partkel nano YBCO memperlihatkan sifat diamagnetik dengan suhu kritis 91 K dan sifat feromagnetik pada suhu ruang dengan koersivitas sekitar 200 Oe.

Satu hal yang perlu dicatat bahwa fenomena feromagnetik pada suhu ruang dan sifat superkonduktor adalah berlawanan (*antagonistic*). Rao dan kawan-kawan

memprediksi bahwa munculnya sifat feromagnetik dalam partikel nano disebabkan oleh momen magnetik yang muncul dari kekosongan oksigen pada permukaan partikel nano (C.D. Pemmaraju 2005). Sifat feromagnetik dalam bahan padatan seperti Fe₃O₄ dan CeO₂ muncul dari interaksi kolektif dari momen magnetik atom atau ion. Magnetik atom atau ion dalam bahan diatur dalam kisi periodik dan momennya berinteraksi melalui perubahan medan molekul. Dan telah diketahui pula bahwa partikel nano dari bahan magnetik mempunyai sifat berbeda dengan bahan padatan (*bulk*) yang dipengaruhi oleh *finite size* (R.H. Kodama 1997).

Dari uraian yang telah disampaikan di atas, penelitian superkonduktor RE-123 tersebut lebih banyak difokuskan pada RE tunggal (Nd-123, Eu-123, Gd-123) dan kombinasi tiga RE (Nd_{0,33}E_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O₇₋₈), sedangkan kombinasi dua RE masih jarang dilakukan. Oleh karena itu, pada penelitian ini dibuat sampel superkonduktor RE-123 dengan semua kombinasi yang mungkin, yaitu kombinasi satu, dua dan tiga RE. Jadi ada tambahan pada kombinasi dua RE dengan komposisi molar yang sama yaitu Nd_{0,5}Eu_{0,5}-123, Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123, Eu_{0,5}Gd_{0,5}-123). Pada kasus nano partikel, pengamatan sifat feromagnetik bahan superkonduktor yang telah dilakukan masih terbatas pada bahan non magnetik, sedangkan pada penelitian ini digunakan bahanbahan magnetik (RE).



BAB 3

SINTESIS SUPERKONDUKTOR REBa2Cu3O7-∂

Berbagai metode dalam proses sintesis superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7-∂} telah dilakukan seperti telah dijelaskan pada bab pendahuluan, diantaranya adalah metode *top-seeded melt growth* (TSMG) (S. Haindl 2005; N. Hari 2006; Y. Shi 2006). Metode TSMG memerlukan suhu yang tinggi untuk proses pelelehan dan *seed* (benih) sebagai umpan untuk menghasilkan kristal tunggal dalam ukuran besar. Untuk sintesis dengan metoda pelelehan (*melt-textured*) telah dilaporkan oleh Sakai dan Nakamura (N. Sakai 2007; Y. Nakamura 2007), juga diperlukan suhu tinggi untuk proses pelelehan. Koblischka dan Dai membuat sample RE-123 dengan metode *oxygen-controlled melt growth* (OCMG) (M. R. Koblischka 2000; J.Q. Dai 2004), yang memerlukan suhu tinggi dan kontrol oksigen. Kramer dan kawan-kawan (M.J. Kramer 1994) mensintesis superkonduktor Nd-123 dengan metode *solid state reaction* dan kalsinasi pada suhu 890°C selama 24 jam, perlakuan sinter pada 1050°C selama 24 jam, perlakuan anil pada suhu 950°C selama 24 jam dan 450°C selama 24 jam. Secara umum proses sintesis pada penelitian-penelitian tersebut menggunakan suhu tinggi dan waktu sinter serta suhu anil yang lama.

Pada penelitian ini dilakukan proses sintesis superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7- ∂} dengan *wet-mixing method* dan *nitric acid* (HNO₃) sebagai *digest agent*, agar proses sintesis tidak memerlukan suhu tinggi dan pemanasan yang lama.

Proses sintesis meliputi beberapa proses. *Pertama* dilakukan sintesis senyawa NdBa₂Cu₃O_{7- δ} dengan suhu re-kalsinasi (T_{rc}) pada 650-970°C selama satu jam. Proses *kedua* dilakukan sintesis superkonduktor Nd_{0,5}Gd_{0,5}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dan Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dengan variasi T_{rc} pada 920-960°C selama satu jam. Proses *ketiga* dilakukan sintesis senyawa Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dengan variasi x dari 0 sampai 1 dengan T_{rc} pada 970°C selama sepuluh jam dan proses *keempat* dilakukan sintesis senyawa REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE=Nd,Eu,Gd) dengan T_{rc} pada 970°C selama sepuluh jam.

3.1. Proses Sintesis

Semua sampel pada penelitian ini disintesis dengan *wet-mixing method* dan asam nitrat (HNO₃) sebagai *digest agent*. Proses sintesis semua sampel sama dan yang membedakan adalah variasi suhu re-kalsinasi (T_{rc}). Proses sintesis secara lengkap, mulai dari penimbangan bahan, proses *wet-mixing method*, dan proses pemanasan diperlihatkan pada Gambar 3.1.



Gd)

3.1.1. Pemilihan bahan

Secara garis besar penelitian ini bertujuan untuk memperoleh bahan dengan homogenitas, suhu kritis, rapat arus, dan medan magnetik bahan yang tinggi. Oleh karena itu pada penelitian ini dipilih unsur tanah jarang (*rare earth*) seperti Nd, Eu dan Gd yang digunakan untuk substitusi Y pada superkonduktor sistem YBa₂Cu₃O₇₋₈ (YBCO atau Y-123). Unsur-unsur tersebut dipilih karena merupakan bahan yang bersifat magnetik. Jari-jari ion Nd³⁺ (112,3 pm), Eu³⁺ (108,7 pm) dan Gd³⁺ (107,8 pm) dapat mensubstitusi ion Y³⁺ (104 pm) karena memiliki perbedaan jari-jari ion yang tidak terlalu signifikan. Sintesis bahan REBa₂Cu₃O₇₋₈ (RE = Nd, Eu, Gd), dilakukan dengan *wet-mixing method*, menggunakan bahan-bahan Nd₂O₃ (99,9 %), Gd₂O₃ (99,9 %), Eu₂O₃ (99,9 %), BaCO₃ (99,9 %), CuO(99,9 %) dan HNO₃ (asam nitrat) sebagai *digest agent*. Pemilihan asam nitrat sebagai pelarut, karena solubilitas bahan *rare earth* dalam HNO₃ sangat tinggi. Dengan solubilitas yang tinggi diharapkan bahan-bahan awal tersebut dapat larut dengan baik, sehingga ikatan yang terjadi bukan lagi ikatan antar atom, akan tetapi ikatan antar ion. Hal tersebut memungkinkan untuk menghasilkan sampel dengan homogenitas tinggi.

3.1.2. Proses wet-mixing method

Bahan awal penyusun superkonduktor $REBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ (RE = Nd, Eu, Gd), ditimbang sesuai dengan komposisi molar senyawa. Komposisi molar diubah menjadi perbandingan berat yang disesuaikan dengan keperluan karakterisasi. Berat sampel yang dibutuhkan untuk karakterisasi XRD dan SRD sekitar 1-2 gram, sedangkan untuk karakterisasi HRPD dibutuhkan sampel minimum 10 gram. Ketepatan, ketelitian dan kesterilan pada saat proses penimbangan merupakan salah satu parameter yang menentukan keberhasilan proses sintesis superkonduktor (Y. Li 2004). Setelah dilakukan penimbangan bahan awal yang digunakan untuk pembentukan senyawa superkonduktor, maka selanjutnya dilakukan proses sintesis dengan *wet-mixing method*.

- Proses sintesis dengan *wet-mixing method* dapat diuraikan sebagai berlikut :
- a. Masing-masing senyawa RE_2O_3 (RE = Nd, Eu, Gd), BaCO₃ dan CuO dicampur dengan HNO₃ serta diaduk menggunakan *magnetic stirrer* pada suhu 50°C sampai diperoleh larutan RE(NO₃)₃, Ba(NO₃)₂ dan Cu(NO₃)₂ yang homogen. Penggunaan

suhu setinggi 50°C diharapkan dapat mempercepat proses pelarutan untuk memperoleh larutan homogen. Pada penelitian ini, untuk memperoleh larutan homogen diperlukan waktu sekitar 30 menit.

- b. Larutan RE(NO₃)₃, Ba(NO₃)₂ dan Cu(NO₃)₂ tersebut diaduk dengan *magnetic stirrer* dan dipanaskan secara perlahan hingga mencapai suhu di bawah 100°C sampai mengerak.
- c. Senyawa dalam bentuk kerak dipanaskan pada suhu 100°C selama satu jam untuk menghilangkan kandungan air yang masih terdapat dalam senyawa, sehingga diperoleh senyawa kering.

3.2. Analisis Termal

Terhadap senyawa yang sudah diproses melalui tahapan *wet-mixing method* seperti yang telah dibahas pada sub-bab 3.1.2, terlebih dahulu dilakukan analisis *thermal gravimetry analyzer* (TGA) dan *differential thermal analyzer* (DTA) agar diperoleh suhu pemanasan yang tepat dan efisien. Kurva TGA memberikan informasi perubahan massa selama proses pemanasan, sedangkan kurva DTA memberikan informasi mengenai suhu pada saat terjadi perubahan massa. Kurva DTA dan TGA (termogram) sampel NdBa₂Cu₃O_{7-δ} dan GdBa₂Cu₃O_{7-δ} masing-masing diperlihatkan pada Gambar 3.2 dan 3.3.

Kurva DTA dan TGA sampel NdBa₂Cu₃O_{7-δ} dan GdBa₂Cu₃O_{7-δ} memperlihatkan 5 (lima) tahapan pengurangan massa sampel dari suhu ruang sampai suhu 900°C seperti diperlihatkan pada Tabel 3.1.





Sampel	Massa awal (mg)	Posisi proses	Suhu (°C)	Pengurangan massa (%)	Massa akhir (mg)
NdBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	18,75	a	37-110	19,24	15,14
TTT		b	110-200	13,58	13,08
		c	200-220	6,67	12,21
		d	220-400	7,40	11,31
		e	400-600	12,05	9,95
GdBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	18,02	a	37-110	5,57	17,02
Ner I		b	110-200	26,26	12,55
		c	200-220	5,19	11,90
		d	220-400	6,68	11,11
THE REAL		e	400-650	17,00	9,22

Tabel 3.1. Pengurangan massa sampel NdBa₂Cu₃O_{7-δ} dan GdBa₂Cu₃O_{7-δ} dari hasil karakterisasi TGA

Termogram memperlihatkan pola proses penguapan sampel NdBa₂Cu₃O_{7-δ} yang ditandai oleh kehilangan berat dari prekursor. Proses kehilangan berat terlihat bervariasi, dan secara garis besar tercatat sebanyak lima proses kehilangan berat karena penguapan, yaitu :

- a. terjadi pada interval suhu dari suhu ruang sampai suhu 110°C, dimana terdapat lembah endotermis yang merupakan ciri dari penguapan air fisis. Air fisis berfungsi sebagai pelarut mempunyai titik didih 100°C dan dapat menguap pada suhu di atas titik didihnya. Pada proses tersebut terjadi penurunan berat sampel sekitar 19,24 % seperti terlihat pada Tabel 3.1.
- b. proses kedua pada interval suhu 110-220°C, terjadi pelepasan gas hidrogen (H₂) dan karbondioksida (CO₂). Hal tersebut ditandai dengan penurunan berat sampel sekitar 13,58 %.

c. pada interval suhu 220-600°C berat sampel berkurang sekitar 26,12 % yang mengindikasikan adanya proses dekomposisi molekul-molekul nitrat menjadi NO dan NO₂.

d. pada interval suhu di atas 600°C tidak terdeteksi penurunan berat sampel.

Secara keseluruhan penurunan berat sampel NdBa₂Cu₃O₇₋₈ yang diakibatkan pemanasan dari suhu ruang sampai suhu 900°C terjadi sekitar 58,94 %, yaitu dari 18,75 gr (berat awal) menjadi 9,95 gr (berat akhir).

Karakterisasi DTA/TGA juga dilakukan pada sampel GdBa₂Cu₃O_{7- δ} yang telah disintesis dengan proses yang sama dengan sampel NdBa₂Cu₃O_{7- δ}. Penurunan berat sampel GdBa₂Cu₃O_{7- δ} selama pemanasan dapat diuraikan sebagai berikut :

- a. pada interval suhu dari suhu ruang sampai suhu 110°C terjadi penurunan berat sampel sebesar 5,6 % yang merupakan ciri dari penguapan air fisis
- b. pada interval suhu 110-200°C terjadi penurunan berat sampel sebesar 26,3 %; yang merupakan pelepasan gas hidrogen (H₂) dan karbondioksida (CO₂)
- c. pada interval suhu 200-650°C terjadi penurunan berat sampel sebesar 28,87 %, yang merupakan proses dekomposisi molekul-molekul nitrat menjadi NO dan NO₂.
- d. di atas suhu 650°C tidak terdeteksi adanya penurunan berat sampel.

Secara keseluruhan penurunan berat sampel $GdBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ yang diakibatkan pemanasan dari suhu ruang sampai suhu 900°C terjadi sekitar 60,7 %, yaitu dari 18,02 gr (berat awal) menjadi 9,22 gr (berat akhir).

Dari hasil analisis DTA/TGA yang telah diuraikan di atas, proses pengurangan berat sampel yang diakibatkan pemanasan dari suhu ruang sampai suhu 900°C untuk sampel NdBa₂Cu₃O_{7- δ} hampir sama dengan yang terjadi pada sampel GdBa₂Cu₃O_{7- δ}, akan tetapi terdapat perbedaan pada suhu pembentukan dari kedua senyawa tersebut. Penurunan berat pada sampel NdBa₂Cu₃O_{7- δ} sudah tidak terdeteksi di atas suhu 600°C, sedangkan pada sampel GdBa₂Cu₃O_{7- δ} tidak terdeteksi penurunan berat sampel pada suhu di atas 650°C.

3.3. Proses Kalsinasi dan Re-Kalsinasi

Berdasarkan hasil analisis DTA dan TGA pada sub bab 3.2, maka pada penelitian ini proses kalsinasi dilakukan pada suhu 600°C, karena pada suhu tersebut mulai terjadi pembentukan fasa NdBa₂Cu₃O₇₋₈. Proses kalsinasi dilakukan selama 3 jam

dengan harapan fasa impuritas dapat diminimalisir. Karena terdapat perbedaan suhu pembentukan fasa NdBa₂Cu₃O_{7- δ} (600°C) dan fasa GdBa₂Cu₃O_{7- δ} (650°C), maka pada penelitian ini dilakukan re-kalsinasi (T_{rc}) dengan suhu yang bervariasi untuk memperoleh suhu optimal dalam menghasilkan sampel dengan kemurnian tinggi.

Proses re-kalsinasi dilakukan pada suhu yang berbeda untuk masing-masing sampel yaitu :

- a. sampel NdBa₂Cu₃O₇₋₈ dikalsinasi pada suhu 600°C selama tiga jam dan re-kalsinasi pada suhu 650, 700, 750, 800, 850, 900, 920, 940, 960 dan 970°C selama satu jam.
- b. sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-δ} (x=0-1) dikalsinasi pada suhu 600°C selama tiga jam dan re-kalsinasi pada suhu 970°C selama sepuluh jam.
- c. sampel REBa₂Cu₃O_{7-δ} (RE=Nd, Eu, Gd) dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE dikalsinasi pada suhu 600°C selama tiga jam dan re-kalsinasi pada suhu 970°C selama sepuluh jam.

3.4. Karakterisasi

Sampel yang telah berhasil dibuat, diuji dan dilakukan karakterisasi XRD, SEM dan TEM.

- a. Karakterisasi X-ray diffraction (XRD) untuk mengetahui tingkat keberhasilan terbentuknya fasa kristal yang diharapkan dan mengetahui perubahan pola difraktogramnya. Peralatan X-ray diffractometer menggunakan Philips Type Expert, CuKa, dengan panjang gelombang 1,54056 Å (K- α 1) dan 1,54439 Å (K- α 2), diukur pada sudut 20 dari 10 sampai 90° dengan peningkatan sudut 0,02°.
- b. Karakterisasi scanning electron microscopy (SEM) untuk mengetahui morfologi (bentuk, posisi dan ukuran butiran grain) sampel dalam skala mikrometer.
- c. Karakterisasi *transmission electron microscopy* (TEM) untuk mengetahui morfologi (bentuk, posisi dan ukuran butiran grain) sampel dalam skala nanometer.

3.5. Identifikasi Fasa

3.5.1. Pola difraksi sinar-X sampel NdBa₂Cu₃O_{7-δ} (T_{rc} = 650-900°)

Senyawa NdBa₂Cu₃O_{7-δ} yang sudah berhasil disintesis dengan *wet-mixing method* dan suhu kalsinasi 600°C selama tiga jam, dilakukan karakterisasi XRD. Untuk memastikan fasa yang terbentuk, maka dilakukan analisis difraktogram, yaitu proses pencocokan puncak difraksi dengan mengacu pada referensi *database* puncak, PDF (*powder diffraction file*) menggunakan program *Match*. Proses pencocokan puncak difraksi fasa Nd-123 untuk sampel dengan suhu kalsinasi 600°C ditunjukkan pada Gambar 3.4.



Gambar 3.4. Pola difraksi sinar-X (*CuKα radiation*) senyawa Nd-123 dengan proses mixing selama 30 menit dan suhu kalsinasi 600°C selama 3 jam. Ket : (a.u.) = arbitrary unit. Simbol : ▲ (Ba(NO₃)₂), ■ (CuO), ● (Nd₂CuO₄), ♥ (BaCO₃), □ (BaNd₂O₄), Δ (BaCuO₂), ☺ (Nd₂O₃), * ((Nd_{0,925}Ba_{0,075})₂CuO_{4-x})

Dari hasil pencocokan puncak difraksi, terdeteksi fasa impuritas berupa Ba(NO₃)₂, CuO, Nd₂CuO₄, BaCO₃, BaNd₂O₄, BaCuO₂, (Nd_{0,925}Ba_{0,075})₂CuO_{4-x}, sedangkan fasa Nd-123 belum terbentuk. Karena fasa Nd-123 belum terbentuk pada suhu kalsinasi 600°C, maka dilakukan kalsinasi ulang (re-kalsinasi) dengan variasi suhu dari 650 sampai 900°C.

Hasil karakterisasi XRD sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi dari 650-900°C diperlihatkan pada Gambar 3.5. Proses pencocokan puncak difraksi fasa Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi dari 650 sampai 900°C mengacu pada dua PDF, yaitu PDF nomor 045-0152 (R. Shpanchenko 1988) dengan komposisi kimia NdBa₂Cu₃O_{7-x} (*Barium Copper Neodymium Oxide*), struktur kristal ortorombik dan PDF nomor 046-0229 (E. Antipov 1994) dengan komposisi kimia NdBa₂Cu₃O_{6.88}, struktur kristal ortorombik dan grup ruang Pmmm.

Dari hasil pencocokan pola difraksi, juga terdeteksi fasa impuritas berupa BaCO₃, BaNd₂O₄, Nd₂BaCuO₅, Nd₂CuO₄ dan BaCuO₂ untuk sampel Nd-123 pada sudut 2θ dari 22 sampai 31°, seperti terlihat pada Gambar 3.6. Sedangkan pada sudut 2θ dari 32 sampai 60°, terdeteksi fasa impuritas berupa BaCO₃, Nd₂CuO₄ dan CuO yang diperlihatkan pada Gambar 3.7.

Pencocokan puncak difraksi untuk puncak impuritas BaCO₃ (*Barium Carbonat*) (Gambar 3.5, 3.6, 3.7) mengacu pada referensi PDF 045-1471 (A. Kern 1993) yang mempunyai sistem ortorombik. grup ruang Pnma (62) dan parameter kisi a (6,433 Å), b (5,315 Å), c (8,904 Å). Pencocokan puncak difraksi untuk puncak impuritas CuNd₂O₄ mengacu pada referensi PDF 039-1390 (N. Wong 1988) yang mempunyai sistem tetragonal, grup ruang I4/mmm (139) dan parameter kisi a (3,944 Å), c (12,169 Å). Untuk puncak impuritas BaCuO₂ mengacu pada PDF 038-1402 (N. Wong 1987) yang mempunyai sistem kubik, grup ruang Im³m (229) dan parameter kisi 18.2932 Å. Pencocokan impuritas BaNd₂O₄ mengacu pada PDF 042-1499 (N. Wong 1991), sistem ortorombik, grup ruang Pnam(62) dan parameter kisi a (10,585 Å), b (12.45 Å), c (3,6039 Å). Sedangkan pencocokan impuritas Nd₂BaCuO₅ mengacu pada PDF 042-0497 dengan sistem tetragonal, grup ruang P4/mbm (127) dan parameter kisi a (6,6977 Å), b (5,8209 Å).





Gambar 3.5. Pola difraksi sinar-X ($CuK\alpha$ radiation) sampel Nd-123 yang disintesis melalui proses *mixing* selama 30 menit dan variasi suhu re-kalsinasi selama 1 jam. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd-123)





Gambar 3.6. Fasa impuritas pada sampel Nd-123 yang disintesis melalui proses *mixing* selama 30 menit dan variasi suhu re-kalsinasi selama 1 jam pada sudut 20 dari 22 sampai 31°. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd-123), ♥
 (BaCO₃), Δ (BaCuO₂), □ (BaNd₂O₄), ◊ (Nd₂BaCuO₅), ● (Nd₂CuO₄)



Gambar 3.7. Fasa impuritas pada sampel Nd-123 yang disintesis melalui proses *mixing* selama 30 menit dan variasi suhu re-kalsinasi selama 1 jam pada sudut 20 dari 32 sampai 60°. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd-123), ♥ (BaCO₃), ■ (CuO), ● (Nd₂CuO₄)

Secara umum pola difraksi sinar-X yang dihasilkan oleh masing-masing sampel dengan suhu re-kalsinasi dari 650 sampai 900°C hampir sama, yang mengindikasikan bahwa pembentukan kristal Nd-123 mulai terjadi pada T_{rc} di atas 650°C. Pengamatan lebih lanjut memperlihatkan bahwa intensitas puncak fasa Nd-123 semakin besar dengan penambahan suhu re-kalsinasi (Gambar 3.5), dimana intensitas puncak terendah sekitar 953 cps terdeteksi pada sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi 650°C, sedangkan intensitas puncak tertinggi sekitar 980 cps terdeteksi pada sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi 900°C. Penambahan suhu re-kalsinasi dari 650 sampai 900°C dapat meningkatkan intensitas fasa Nd-123 dan sekaligus menurunkan intensitas fasa impuritas BaCO₃, Nd₂CuO₄, Nd₂BaO₄, serta meningkatkan intensitas fasa impuritas BaCuO₂, seperti terlihat pada Gambar 3.5, 3.6 dan 3,7. Fasa impuritas Nd₂BaCuO₅ tidak muncul pada suhu 650 sampai 750°C, tetapi terdeteksi pada suhu 800°C dengan intensitas cukup tinggi, kemudian menurun sejalan dengan peningkatan suhu rekalsinasi.

Untuk mengetahui prosentase fasa Nd-123 yang terdapat dalam sampel, maka dilakukan perhitungan harga fraksi berat. Fraksi berat (FB) Nd-123 dan fasa-fasa impuritas diperoleh dari hasil *refinement* menggunakan program *Rietica*. Proses *refinement* dilakukan pada *background*, *sample displacement*, faktor skala, parameter pelebaran puncak dan ukuran kristal. Sedangkan untuk parameter kisi, tidak semua sampel di *refine* karena beberapa *refinement* akan menjadi *unstable*. Dengan pertimbangan bahwa tujuan *refinement* ini adalah untuk menghitung prosentase berat (bukan menghitung parameter kisi), maka parameter-parameter yang mengakibatkan *unstable* tidak di *refine*. Hasil perhitungan fraksi berat diperlihatkan pada Tabel 3.2. Dari tabel terlihat bahwa penambahan suhu re-kalsinasi dari 650 sampai 900°C mampu meningkatkan harga fraksi berat fasa Nd-123 dari 84,3 sampai 92,4 % dan fasa BaCuO₂ dari 0.4 sampai 4,2 %. Hal tersebut mengindikasikan bahwa pertumbuhan kristal Nd-123 dan impuritas BaCuO₂ semakin meningkat dengan bertambahnya energi panas yang diberikan. Penambahan suhu re-kalsinasi juga dapat menurunkan harga fraksi berat fasa impuritas BaCuO₃, CuO, Nd₂CuO₄ seperti diperlihatkan pada Tabel 3.2.

T (00)		Ref P	CARE -	F 1 · 1			A BO
T_{rc} (°C)	Fraksi Berat (%)						
	Nd-123	BaCO ₃	BaCuO ₂	CuO	Nd ₂ CuO ₄	Nd ₂ BaCuO ₅	Nd ₂ BaO ₄
650	84,3	13,2	0,4	1,7	0,4	-	
700	86,2	10,4	0,9	1,5	0,2	T	0,8
750	87,6	8,4	1,6	1,2	0,1		1,1
800	89,2	5,9	2,4	0,7	- 1	0,6	1,2
850	90,8	4,2	3,1	0,3		0,5	1,1
900	92,4	2,0	4,2	0,1		0,2	1,1

Tabel	3.2. Nilai	prosentase	fraksi	berat	fasa	NdBa2Cu3O7-8	dan	fasa	impuritas	pada	
	suhu re	-kalsinasi 6	50-900	0°C		The start					

Kemunculan fasa impuritas Nd₂BaCuO₅ (Y-211) dapat menimbulkan cacat kristal yang mengakibatkan munculnya gaya *pinning* yang akan menghalangi pergerakan vorteks. Dalam superkonduktor sistem Y-123 maupun RE-123, terdapat lapisan-lapisan yaitu blok *reservoir* muatan dan blok aktif (lapisan superkonduksi). Dari aspek mekanika fluksoid blok *reservoir* muatan yang memisahkan dua blok aktif terdekat berperan sebagai faktor yang menentukan besar kecilnya efek *pinning* dalam bahan superkonduktor. Lemahnya mekanisme *pinning* akan berdampak buruk pada sifat transpor dan magnetik bahan superkonduktor.

Besaran yang digunakan untuk menyatakan kemampuan bahan dalam mencegah pergerakan vorteks disebut gaya *pinning* (Fp), yaitu gaya Lorentz maksimum yang dapat ditahan oleh bahan tanpa menimbulkan disipasi, atau gaya minimum yang diperlukan untuk menghalangi pergerakan garis fluks vorteks. Disipasi maksimum arus bebas atau yang dikenal dengan rapat arus kritis (J_c) didefinisikan sebagai :

dimana B menyatakan besar induksi magnetik yang diberikan. Untuk menghindari terjadinya disipasi arus tersebut adalah dengan menghalangi pergerakan garis fluks vorteks yaitu dengan memperbanyak pusat-pusat *pinning* dalam bahan.

(3-1)

 $J_C = \frac{F_P}{R}$

Keberadaan fasa Y-211 sangat diharapkan, karena fasa ini dapat berfungsi sebagai pusat *flux pinning*. Fasa Y-211 akan menghambat pergerakan vorteks apabila bahan dialiri arus. Terhambatnya pergerakan vorteks oleh keberadaan fasa Y-211 akan

memperbesar nilai rapat arus kritis bahan. Fasa Y-211 yang merupakan fasa kedua mempunyai struktur kristal yang sama dengan fasa mayor Y-123 yaitu struktur ortorombik dengan valensi Cu berkisar antara Cu²⁺ dan Cu³⁺, oleh karena itu fasa Y-211 tidak bersifat superkonduktor, melainkan isolator. Fasa Y-211 yang juga disebut sebagai fasa hijau tidak hanya berfungsi sebagai pusat *flux pinning* dan meningkatkan nilai rapat arus kritis (J_c), akan tetapi interaksi antara fasa Y-211 dan Y-123 mampu menghasilkan rerata ukuran kristal yang lebih homogen (M.R. Koblischka 2003). Begitu pentingnya kehadiran fasa Y-211 dalam meningkatkan nilai rapat arus kritis dan homogenitas, maka beberapa peneliti telah melakukan sintesis superkonduktor sistem Y-123 dengan penambahan senyawa Y-211 (M.R. Koblischka 2003; S. Y. Chen 2008).

Fasa Y-211 harus mempunyai ukuran partikel yang homogen dan terdistribusi secara merata dalam sampel, agar dapat berfungsi sebagai pusat *pinning*. Secara teori, sebenarnya fasa Y-211 terbentuk melalui reaksi peritektik. Kalau dilihat dari diagram fasa pembentukan superkonduktor Y-123, fasa Y-211 muncul pada proses sintesis melalui proses pelelehan pada suhu di atas 1010°C, dengan reaksi kimia :

$$Y_2O_3 + L (BaO + CuO) \longrightarrow Y_2BaCuO_5$$
(3-2)

Kemudian pada saat pendinginan sekitar suhu 1010°C, fasa Y-211 bereaksi dengan fasa *liquid* (cairan) untuk membentuk fasa Y-123 dengan reaksi kimia :

 $Y_2BaCuO_5 + L (3BaCuO_2 + 2CuO) \longrightarrow YBa_2Cu_3O_{7-\partial}.$ (3-3) Diagram fasa pembentukan superkonduktor Y-123 diperlihatkan pada Gambar 3.8.

Karena keberadaan fasa impuritas masih terdeteksi dalam sampel dengan suhu re-kalsinasi 900°C, seperti diperlihatkan pada Tabel 3.2 yaitu fasa BaCO₃ dengan fraksi berat (FB) 2,0 %, BaCuO₂ dengan FB 4,2 %, CuO dengan FB 0,1 %, fasa Nd₂BaCuO₅ dengan FB 0,2 % dan fasa Nd₂BaO₄ dengan FB 1,1 %, maka penambahan suhu re-kalsinasi masih perlu dilakukan untuk menurunkan intensitas fasa impuritas tersebut (sub bab 3.5.2).



3.5.2. Pola difraksi sinar-X sampel RE-123 pada T_{rc} = 920-970°C

Berdasarkan hasil pencocokan puncak difraksi XRD pada sub bab sebelumnya (3.5.2), sampel dengan suhu re-kalsinasi (T_{rc}) sampai 900°C masih menunjukkan adanya impuritas terutama di daerah sudut 20 sekitar 28-30° berupa senyawa BaCO₃, BaCuO₂, Nd₂BaCuO₅ dan Nd₂BaO₄. Oleh karena itu dilakukan penambahan suhu rekalsinasi dari 920 sampai 970°C agar dapat menghilangkan fasa impuritas tersebut. Gambar 3.9 memperlihatkan pola difraksi sinar-X sampel NdBa₂Cu₃O₇₋₈ dengan T_{rc} pada 920, 940, 960 d an 970°C selama 1 jam. Sedangkan Gambar 3.10 dan 3.11 memperlihatkan hasil pola difraksi sinar-X sampel dengan kombinasi unsur tanah jarang yaitu sampel Nd_{0.5}Gd_{0.5}Ba₂Cu₃O₇₋₈ dan Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ dengan T_{rc} pada 920, 940, 960 dan 970°C selama 1 jam. Dengan mengamati pola difraksi sinar-X khususnya pada sudut, intensitas, dan bentuk puncak, semua sampel sudah mengkristal dengan baik yang didominasi oleh kemunculan puncak yang berhubungan dengan fase RE-123 dengan struktur kristal ortorombik. Pola difraksi sinar-X yang dihasilkan hampir sama pada ketiga jenis sampel tersebut. Sampel Nd_{0.5}Gd_{0.5}Ba₂Cu₃O₇₋₈ dan Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ merupakan kombinasi dua dan tiga RE dengan komposisi molar yang sama. Karena tidak tersedia referensi PDF yang sesuai dengan sampel yang dibuat pada penelitian ini, maka pencocokan puncak difraksi mengacu pada PDF dengan unsur RE tunggal. Pencocokan puncak difraksi dilakukan dengan menggunakan PDF nomor 039-1419 (N. Wong 1987) dengan komposisi kimia EuBa₂Cu₃O_{7-δ}, grup ruang Pmmm (47), struktur kristal ortorombik dengan parameter kisi a = 3,844 Å, b = 3,906 Å dan c = 11,722 Å. Fasa Gd-123 mengacu pada PDF nomor 039-1417 (N. Wong 1988) dengan komposisi kimia GdBa₂Cu₃O_{7-δ}, grup ruang Pmmm (47), struktur kristal ortorombik dengan parameter kisi a (3,844 Å), b (3,906 Å) dan c (11,722 Å). Sedangkan fasa Nd-123 mengacu pada PDF nomor 046-0229 (E. Antipov 1994) dengan komposisi kimia NdBa₂Cu₃O_{7-δ}, grup ruang Pmmm (47), struktur kristal ortorombik dengan parameter kisi a (3,879 Å) b (3,916 Å) dan c (11,765 Å).



Gambar 3.9. Pola difraksi sinar-X ($CuK\alpha$ radiation) sampel NdBa₂Cu₃O_{7- δ} dengan variasi suhu re-kalsinasi. Ket: (a.u.) = arbitrary unit. Simbol : o (NdBa₂Cu₃O_{7- δ})

Hasil pencocokan menggunakan program *Match*, diperoleh bahwa kesesuaian sudut 20 antara model dengan data hasil eksperimen sudah baik, akan tetapi terdapat perbedaan tinggi intensitas pada beberapa puncak. Secara umum intensitas puncak yang diperoleh dari hasil eksperimen lebih tinggi dibandingkan intensitas puncak model.



Gambar 3.10. Pola difraksi sinar-X (*CuK* α *radiation*) sampel Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123 dengan variasi suhu re-kalsinasi. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123)



Gambar 3.11.Pola difraksi XRD ($CuK\alpha$ radiation) sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dengan variasi suhu re-kalsinasi. Ket: (a.u.) = arbitrary unit. Simbol : o (Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ})

Sama seperti hasil yang diperoleh pada sampel Nd-123 dengan T_{rc} pada 900°C, maka pada sampel REBa₂Cu₃O₇₋₈ (RE = Nd, Eu, Gd) dengan T_{rc} dari 920 sampai 970°C juga terdeteksi adanya fasa impuritas dengan intensitas yang kecil, terutama pada daerah sudut 20 antara 22 dan 30°. Fasa impuritas yang terdeteksi adalah BaCuO₂ (PDF nomor 038-1402) dan BaNd₂O₄ (PDF nomor 042-1499).

Pola penurunan fasa impuritas $BaCuO_2$ dan $BaNd_2O_4$ untuk sampel Nd-123, $Nd_{0,5}Gd_{0,5}$ -123 dan $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ masing-masing diperlihatkan pada Gambar 3.12, 3.13 dan 3.14.



Gambar 3.12. Fasa impuritas pada sampel Nd-123 pada sudut 2 θ dari 20 sampai 32°. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd-123), Δ (BaCuO₂), \Box (BaNd₂O₄)



Gambar 3.13. F as impuritas pada sampel $Nd_{0,5}Gd_{0,5}$ -123 pada sudut 20 dari 20 sampai 32°. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123), Δ (BaCuO₂), \Box (BaNd₂O₄)



Gambar 3.14. Fasa impuritas pada sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ pada sudut 20 dari 20 sampai 32°. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}), \Delta (BaCuO₂), \Box (BaNd₂O₄)

Hasil perhitungan fraksi berat untuk sampel NdBa₂Cu₃O₇₋₈ dengan suhu re-

kalsinasi dari 920 sampai 970°C diperlihatkan pada Tabel 3.3.

Tabel 3.3. Nilai prosentase fraksi berat fasa NdBa₂Cu₃O_{7-δ} dan fasa impuritas BaCuO₂ pada suhu re-kalsinasi dari 920 sampai 970°C



Dari pola difraksi sinar-X pada masing-masing gambar terlihat bahwa fasa impuritas dengan intensitas paling tinggi muncul pada semua sampel dengan suhu rekalsinasi 920°C. Semakin tinggi suhu re-kalsinasi, intensitas fasa impuritas semakin kecil, dan hampir tidak terlihat pada suhu 970°C. Penurunan intensitas fasa impuritas diikuti dengan pertumbuhan fasa (100) sekitar sudut 22,5°. Seperti yang telah dibahas pada sub bab sebelumnya, kemunculan fasa impuritas berupa senyawa BaCO₃ dan CuO masih cukup tinggi. Seperti diketahui bahwa senyawa BaCO3 sangat sulit untuk terdekomposisi, dan pada suhu tinggi senyawa tersebut mudah untuk memadat sebelum terjadinya proses sinter (T. Nevriva 1989). Akan tetapi pada eksperimen ini BaCO₃ mampu terdekomposisi dengan cepat dengan penambahan suhu sinter dari 650 sampai 970°C. Hal tersebut dimungkinkan karena proses sintesis dengan wet-mixing method mampu membentuk senyawa BaCO3 dalam ukuran kecil, sehingga apabila diberi perlakuan pemanasan dengan cepat mampu terdekomposisi. Hilangnya impuritas BaCO₃ dan CuO pada suhu antara 920 sampai 970°C dibarengi dengan pertumbuhan fasa BaCuO₂. Reaksi kimia BaCO₃ menjadi BaCuO₂ diperlihatkan pada persamaan reaksi (A. Bourdillon 1994)

$BaCO_{3}(s) + CuO(s) \longrightarrow CO_{2}(g) + BaCuO_{2}(s)$ (3-4)

Tabel 3.3 masih memperlihatkan fasa impuritas berupa BaCuO₂ dan BaNd₂O₄ dengan prosentase fraksi berat semakin menurun dengan meningkatnya suhu rekalsinasi dari 920 s ampai 970°C. Sampel Nd-123 pada suhu 900°C (sub bab 3.5.2) mempunyai fraksi berat sebesar 92,4 % (Tabel 3.2), bertambah menjadi 94,2 % pada suhu 920°C. Harga fraksi berat tersebut semakin bertambah dengan penambahan rekalsinasi sampai suhu 970°C seperti terlihat pada Tabel 3.3. Sisa impuritas yang terdeteksi mempunyai fraksi berat yang sangat kecil yaitu 2,5 % untuk senyawa BaCuO₂ dan 1,6 % untuk senyawa BaNdO₄. Senyawa-senyawa tersebut akan membentuk NdBa₂Cu₃O_{7-δ} pada suhu yang lebih tinggi melalui proses pelelehan sebagian (*partial melting*) atau pelelehan (*melting*) sehingga diperoleh sampel dengan fasa tunggal. Akan tetapi pada penelitian ini tidak dilakukan proses sintesis menggunakan metode pelelehan, karena sampel dengan fraksi berat di atas 95 % sudah cukup untuk dilakukan analisis struktur.

3.5.3. Pola difraksi sinar-X superkonduktor Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₈

Mengacu dari hasil yang diperoleh pada sintesis Nd-123 (sub bab 3.5.2), dimana fraksi berat terbesar diperoleh pada suhu re-kalsinasi 970°C, maka proses sintesis untuk sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₆ dilakukan pada suhu tersebut selama sepuluh jam. Gambar 3.15 memperlihatkan hasil karakterisasi XRD semua sampel YBCO yang disubstitusi dengan unsur Nd pada komposisi kimia Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₆ dengan variasi x dari 0 sampai 1 (x = 0, 0,25, 0,5, 0,75, 1).



Gambar 3.15. Pola difraksi sinar-X (*CuK\alpha radiation*) sampel Nd_xY_{1-x}-123 (x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1). Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd_xY_{1-x}-123)

Secara umum setiap sampel memperlihatkan puncak tajam yang mengindikasikan bahwa sampel sudah mengkristal dengan baik, walaupun di beberapa sudut masih memperlihatkan adanya penumpukan (*overlapping*) maupun puncak yang belum terpisah secara sempurna. Pola difraksi sinar-X hampir sama untuk semua sampel, baik posisi sudut 20, maupun intensitasnya. Hal tersebut mengindikasikan bahwa komposisi kimia dari campuran senyawa awal sudah sesuai dengan komposisi kimia yang diharapkan.

Untuk mengamati fasa-fasa yang terkandung dalam sampel superkonduktor dilakukan proses pencocokan puncak difraksi dengan mengacu pada referensi database puncak menggunakan program *Match* dan perhitungan fraksi berat menggunakan program Rietica. Kasus yang sama pada sub bab 3.5.2, bahwa pencocokan agak sulit dilakukan karena belum tersedianya referensi PDF untuk sampel yang sesuai dengan komposisi awal bahan yang disintesis pada penelitian ini. Oleh karena itu proses pencocokan dilakukan dengan mengacu pada dua PDF, yaitu untuk sistem Nd-123 dan Y-123. Untuk sistem Y-123 pencocokan mengacu pada PDF dengan nomor 039-0486 (N. Wong 1987) yang mempunyai struktur kristal ortorombik, grup ruang Pmmm (47), dengan parameter kisi a (3,8214 A), b (3,8877 A) dan c (11,693 A), sedangkan PDF nomor 046-0229 (E. Antipov 1994) diacu untuk sistem Nd-123. Difraktogram yang diperoleh memperlihatkan puncak-puncak yang sesuai dengan karakteristik superkonduktor $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$, yang ditandai dengan munculnya puncak dengan indeks Miller (003), (013), (110), (103), (005), (113), (006), (201), (116), (213), (018), (224), (131) dan (305). Intensitas tertinggi muncul pada puncak dengan indeks Miller (110) dan (103), de ngan intensitas 2115 c ps pada sampel YBa₂Cu₃O₇₋₈. Secara keseluruhan fasa NdY-123 dengan struktur ortorombik dan grup ruang Pmmm telah mendominasi puncak-puncak difraktogram. Pada daerah 20 antara 21 - 31° masih terdeteksi kemunculan fasa impuritas berupa fasa BaCuO2 dan fasa BaNd2O4 dengan intensitas kecil.



51



Gambar 3.16. Fasa impuritas pada sampel Nd_xY_{1-x}-123 pada sudut 20 dari 22 sampai 31°. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd_xY_{1-x}-123), Δ (BaCuO₂), \Box (BaNd₂O₄)

Tabel 3.4. Nilai prosentase fraksi berat fasa Nd_xY_{1-x}-123 dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C

Sampel		Fraksi Berat (%)					
	Nd _x Y _{1-x} -123	BaCuO ₂	$\frac{\text{BaNd}_2\text{O}_4 \text{ atau}}{\text{BaY}_2\text{O}_4}$				
Nd-123	97,8	1,7	0,5				
Nd _{0,75} Y _{0,25} -123	96,7	2,1	1,2				
Nd _{0,5} Y _{0,5} -123	96,8	1,9	1,3				
Nd _{0,25} Y _{0,75} -123	97,0	2,2	0,8				
Y-123	96,6	2,1	1,3				

Pola difraksi sinar-X untuk sampel Nd_xY_{1-x} -123 pada sudut 20 dari 21 sampai 31° diperlihatkan pada Gambar 3.16 sedangkan harga fraksi berat fasa Nd_xY_{1-x} -123 serta fasa impuritas diperlihatkan pada Tabel 3.4.

Tabel 3.4 memperlihatkan hasil yang hampir sama dengan penelitian pada sub bab 3.5, di mana sintesis sampel dengan suhu re-kalsinasi 970°C ternyata masih menyisakan fasa impuritas berupa BaCuO₂ dengan fraksi berat dari 1,9 sampai 2,2 % dan BaNd₂O₄ atau BaY₂O₄ dengan fraksi berat dari 0,8 sampai 1,3 %.

3.5.4. Pola difraksi sinar-X superkonduktor RE-123 (Nd, Eu, Gd)

Pola difraksi sinar-X semua sampel RE-123 dengan satu, dua, tiga kombinasi RE (Nd, Eu, Gd) diperlihatkan pada Gambar 3.17. Secara umum diperoleh pola puncak-puncak yang hampir sama pada setiap sampel, baik dari sudut 2 theta, maupun intensitasnya. Puncak-puncak yang ditampilkan terdiri dari puncak-puncak yang tajam, hal ini menunjukkan sampel RE-123 sudah mengkristal dengan baik. Pada sampel REBa₂Cu₃O₇₋₈ yang disintesis pada suhu re-kalsinasi 970°C, hampir tidak terdeteksi fasa impuritas, kecuali pada sampel Nd_{0.5}Eu_{0.5}-123 terdeteksi impuritas BaCuO₂ dan BaNd₂O₄ dengan intensitas sangat kecil.

Pada tahap pencocokan puncak difraksi sampel RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang, permasalahan yang sama dengan sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₈ juga terjadi, dimana tidak tersedianya PDF RE-123 untuk kombinasi dua dan tiga RE dengan komposisi kimia yang sama. Oleh karena itu pencocokan puncak difraksi dilakukan dengan mengacu pada semua PDF penyusun senyawa. PDF nomor 039-1419 (N. Wong 1987) dengan komposisi kimia EuBa₂Cu₃O₇₋₈, grup ruang Pmmm (47), struktur kristal ortorombik dengan parameter kisi a = 3,844 Å, b = 3,906 Å dan c = 11,722 Å diacu untuk fasa Eu-123. PDF nomor 039-1417 (N. Wong 1988) dengan komposisi kimia GdBa₂Cu₃O₇ grup ruang Pmmm (47), struktur kristal ortorombik dengan parameter kisi a (3,844 Å), b (3,906 Å) dan c (11,722 Å) diacu untuk fasa Gd-123. Sedangkan untuk PDF nomor 046-0229 (E. Antipov 1994) dengan komposisi kimia NdBa₂Cu₃O₇₋₈, grup ruang Pmmm (47), struktur kristal ortorombik dengan parameter kisi a (3,879 Å) b (3,916 Å) dan c (11,765 Å) diacu untuk fasa Nd-123.



Gambar 3.17. Pola difraksi sinar-X (*CuK* α *radiation*) sampel RE-123 dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (RE-123)

Pola difraksi sinar-X untuk sampel RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang pada sudut 2θ dari 21 sampai 31° diperlihatkan pada Gambar 3.18 dan harga fraksi berat fasa RE-123 serta fasa impuritas diperlihatkan pada Tabel 3.5.





Gambar 3.18. Fasa impuritas pada sampel RE-123 di daerah sudut antara 22 dan 31°. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (RE-123), Δ (BaCuO₂), \Box (BaNd₂O₄)

Tabel 3.5. Nilai prosentase fraksi berat fasa RE-123 dengan variasi unsur tanah jarang dan fasa impuritas pada suhu re-kalsinasi 970°C

Sampel	h m	Fraksi Berat (%)		
	RE-123	BaCuO ₂	BaRE ₂ O ₄	
(A) (A) (A)	(RE=Nd,Eu,Gd)	A A	A A	
Nd-123	97,8	1,7	0,5	
Eu-123	98,4	0,9	0,7	
Gd-123	99,1	0,7	0,2	
Nd _{0,5} Eu _{0,5} -123	97,5	1,8	0,7	
Nd _{0,5} Gd _{0,5} -123	98,0	1,2	0,8	
Eu _{0,5} Gd _{0,5} -123	98,8	0,9	0,3	
$Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_{2}Cu_{3}O_{7-\delta}$	98,1	1,4	0,5	
	KA ASKA I			

Secara umum, perhitungan hasil fraksi berat untuk sampel RE-123 (RE=Nd, Eu, Gd) dengan suhu re-kalsinasi 970°C adalah sangat tinggi, yaitu antara 97,5 dan 99,1 %. Hal tersebut mengindikasikan bahwa suhu 970°C merupakan suhu optimal pembentukan kristal RE-123 dengan *wet-mixing method* dan asam nitrat (HNO₃) sebagai *digest agent*. Kalau dibandingkan dengan proses sintesis menggunakan metode *solid state reaction* untuk bahan yang sama dan dengan suhu pemanasan pada 1050°C selama 20 jam yang dianil dengan aliran O₂ (W.G. Suharta 2007), maka proses sintesis dengan *wet-mixing method* menghasilkan sampel RE-123 yang lebih baik. Hal tersebut dapat dilihat dari fraksi berat yang dihasilkan dengan metode *solid state reaction* sebesar 88 %, sedangkan dengan *wet-mixing method* mempunyai harga fraksi berat di atas 97 %.

3.5.5. Pola difraksi sinar-X sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O₇₋₈

Pada penelitian ini dilakukan sintesis sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dengan proses sintesis yang berbeda dengan sampel Nd-123. Dengan mengkaji hasil dan pembahasan pada sub-bab sebelumnya, dimana fasa impuritas masih terdeteksi pada sampel Nd-123 yang disebabkan oleh pencampuran (*mixing*) awal yang kurang sempurna, maka disintesis sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}$ -123 dengan memperpanjang waktu pencampuran. Pada sub-bab ini dilaporkan hasil sintesis sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dengan *mixing* selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 750, 800, 850 dan 900°C selama 30 (tiga puluh) menit.

Gambar 3.19 memperlihatkan hasil karakterisasi XRD untuk sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dengan perlakuan *mixing* selama 24 j am dan suhu rekalsinasi pada interval suhu dari 750 sampai 900°C selama 30 (tiga puluh) menit. Pengamatan fasa impuritas pada sudut 20 dari 22 sampai 31° diperlihatkan pada Gambar 20.

Secara umum, difraktogram memperlihatkan puncak tajam yang mengindikasikan terjadinya kristalisasi $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dengan sempurna yang didominasi oleh keberadaan struktur ortorombik. Dari pola puncak difraksi yang dihasilkan terlihat bahwa intensitas puncak sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ bertambah dengan penambahan suhu re-kalsinasi dari 750 sampai 900°C. Dua intensitas tertinggi sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ terdeteksi pada puncak dengan
indeks Miller (110) dengan posisi 2θ sekitar 32.6° dan puncak (116) dengan posisi 2 θ sekitar 57,8°. Intensitas yang terdeteksi pada puncak (110) adalah 1399, 1568, 1650 dan 1820 cps, masing-masing pada suhu 750, 800, 850, dan 900°C. Sedangkan intensitas yang terdeteksi pada puncak (116) adalah 529, 571, 640 dan 690 cps, masing-masing pada suhu 750, 800, 850 dan 900°C.



Gambar 3.19. P ola sinar-X (CuK α radiation) difraksi sampel Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} yang disintesis dengan proses mixing selama 24 jam dan variasi suhu re-kalsinasi (750-900°C) selama 30 menit. Ket: (a.u.) (=)arbitrary unit. Simbol 0 $(Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta})$



Gambar 3.20. Fasa impuritas pada sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7- δ} yang disintesis dengan proses *mixing* selama 24 jam dan variasi suhu re-kalsinasi (750-900°C) selama 30 menit pada sudut 22-31°. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*. Simbol : o (Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7- δ}), \checkmark (BaCO₃), Δ (BaCuO₂), \Box (BaNd₂O₄)

Peningkatan intensitas puncak, baik pada puncak dengan indeks Miller (110), (103), (123), (116) dan (213) dipengaruhi oleh tingkat kristalisasi bahan. Dalam kristalografi, peningkatan intensitas puncak berhubungan dengan peningkatan kristalisasi atau jumlah kristalit yang terbentuk. Semakin banyak kristalit yang terbentuk, maka intensitas puncak semakin tinggi.

Hasil pencocokan puncak difraksi untuk sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dengan perlakuan *mixing* selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi 750, 800, 850 dan 900°C selama 30 menit memperlihatkan struktur ortorombik. Perbandingan dengan sampel sebelumnya, memperlihatkan perbedaan dimana pembentukan struktur ortorombik pada sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dengan perlakuan *mixing* selama 24 jam sudah memperlihatkan intensitas cukup tinggi pada suhu 750°C, sedangkan pada sampel Nd-123 dengan perlakuan *mixing* selama 30 menit, struktur ortorombik mulai terbentuk pada suhu di atas 750°C. Hal tersebut mengindikasikan bahwa perlakuan *mixing* akan menentukan ukuran butiran awal, dimana semakin kecil ukuran butiran awal maka akan mempermudah terjadinya ikatan antar ion dalam membentuk senyawa yang diinginkan.

Sama seperti hasil yang diperoleh pada sampel Nd-123, sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}-123 juga memperlihatkan adanya fasa impuritas, terutama pada daerah sudut 20 antara 22 dan 31°. Fasa-fasa impuritas yang terdeteksi adalah BaCO₃, BaNd₂O₄ dan BaCuO₂.

Peningkatan suhu re-kalsinasi mengakibatkan intensitas fasa impuritas BaCO₃ menurun, sejalan dengan peningkatan intensitas fasa BaCuO₂. Hal tersebut dimungkinkan karena perlakuan *mixing* selama 24 j am mampu membentuk senyawa BaCO₃ dalam ukuran kecil, sehingga apabila diberi perlakuan pemanasan dengan cepat mampu terdekomposisi.

3.6. Morfologi

3.6.1. Morfologi sampel NdBa₂Cu₃O_{7-δ}

Pengamatan morfologi dengan transmission electron microscopy (TEM) dari sampel Nd-123 dengan perlakuan mixing selama 30 menit dan T_{rc} pada 700, 750, 800 dan 900°C selama satu jam diperlihatkan pada Gambar 3.21. Dari Gambar terlihat bahwa ukuran partikel pada sampel dengan suhu re-kalsinasi 700 dan 750°C berada dalam skala 100 nm, sedangkan ukuran partikel pada sampel dengan suhu re-kalsinasi 800 dan 900°C berada dalam skala 500 nm. Dari hasil perhitungan diperoleh ukuran partikel untuk sampel dengan suhu re-kalsinasi 700 dan 750°C berkisar antara 100-160 nm. Secara umum bentuk partikel Nd-123 pada suhu sinter 700-900°C berbentuk batangan (rod shape). Hasil perhitungan ukuran partikel menggunakan persamaan Scherrer umumnya lebih kecil dibandingkan perhitungan ukuran partikel hasil karakterisasi TEM. Hal tersebut dapat dipahami, karena perhitungan Scherrer mengambil rata-rata ukuran partikel dari semua partikel dalam sampel, sedangkan hasil TEM hanya mengambil bagian kecil dari keseluruhan sampel. Ukuran partikel menjadi semakin besar dengan peningkatan suhu re-kalsinasi. Membesarnya ukuran partikel terjadi akibat energi panas yang diterima atom digunakan untuk melakukan gerak vibrasi, rotasi dan dilatasi. Gerakan atom tersebut memungkinkan untuk terjadinya regangan (strain), yang menyebabkan parameter kisi bertambah panjang dengan volume sel semakin meningkat dan ukuran partikel juga bertambah besar, yang mengindikasikan bahwa sudah mulai terjadi aglomerasi partikel.



Gambar 3.21. Morfologi TEM sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi : (a) 700°C, (b) 750°C, (c) 800°C dan (d) 900°C

3.6.2. Morfologi sampel RE-123 pada $T_{rc} = 920-970^{\circ}C$

Morfologi hasil karakterisasi SEM untuk sampel NdBa₂Cu₃O_{7-ð} dengan suhu rekalsinasi 920, 940 dan 970°C selama satu jam diperlihatkan pada Gambar 3.22 dalam skala 1 µm. Gambar SEM memperlihatkan ukuran partikel yang homogen dan terdistribusi dalam sampel dengan bentuk yang menggambarkan karakteristik fasa Nd-123 yaitu berbentuk batangan.



Gambar 3.22. Morfologi SEM sampel NdBa₂Cu₃O_{7-δ} dengan suhu re-kalsinasi : (a) 920°C, (b) 940°C, (c) 970°C

Kalau dibandingkan dengan hasil penelitian Caixuan Xu (C. Xu 2005) yang menggunakan *ball-milling* dalam proses pencampurannya, homogenitas ukuran partikel sampel NdBa₂Cu₃O₇₋₈ dengan suhu re-kalsinasi pada 920, 940 dan 970°C pada penelitian ini lebih baik. Sehingga dapat dikatakan bahwa proses sintesis dengan menggunakan *wet-mixing method* sangat efektif untuk menghasilkan ukuran partikel yang homogen.

3.6.3. Morfologi superkonduktor Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₈

Gambar 3.23 memperlihatkan tipe mikrostruktur SEM dalam skala 3 µm dari sampel superkonduktor $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta} x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1$) dengan pembesaran 30.000x. Secara umum, bentuk dan ukuran partikel sampel secara relatif terlihat homogen, walaupun beberapa partikel terlihat agak lebih kecil. Khususnya untuk sampel $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ (x = 0), ukuran partikel terlihat lebih kecil dibandingkan dengan sampel dengan substitusi unsur Nd.





Gambar 3.23. Morfologi SEM sampel Nd_xY_{1-x} -123, x = a (0, b) 0,25, c) 0,5, d) 0,75, e) 1

3.6.4. Morfologi sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O₇₋₈

Sampel Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ telah disintesis dengan perlakuan mixing selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 700, 750, 800 dan 900°C. Untuk mengamati morfologi (bentuk, posisi dan ukuran partikel) sampel dalam skala nano dilakukan karakterisasi transmission electron microscopy (TEM). Hasil karakterisasi TEM sampel Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ (750, 800 dan 900°C) diperlihatkan pada Gambar 3.24. Morfologi sampel Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ memperlihatkan distribusi partikel yang homogen dengan rerata ukuran partikel antara 20-30 nm. Sedangkan morfologi sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ mempunyai ukuran partikel antara 30-350 nm dengan distribusi yang kurang homogen, yang mengindikasikan bahwa sudah mulai terjadi aglomerasi partikel dengan penambahan suhu re-kalsinasi pada 900°C. Dari hasil partikel diperoleh sampel Nd-123 dan ukuran yang pada Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} pada suhu pemanasan yang sama, maka dapat dikatakan bahwa parameter *mixing* sangat menentukan dalam menghasilkan partikel dalam skala nanometer.





Gambar 3.24. Morfologi TEM, sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dengan suhu rekalsinasi : (a) 750°C, (b) 800°C dan (c) 900°C



BAB 4 STRUKTUR KRISTAL

Proses sintesis sampel NdBa₂Cu₃O_{7- δ}, Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dan REBa₂Cu₃O_{7- δ} dengan *wet-mixing method* (uraian pada BAB 3) sudah berhasil dilakukan dengan prosentase fraksi berat atau kemurnian fasa Nd-123 yang tinggi. Beberapa informasi penting telah diperoleh. *Pertama*, penambahan suhu re-kalsinasi mampu meningkatkan prosentase fraksi berat. *Kedua*, suhu re-kalsinasi 970°C merupakan suhu optimal pembentukan kristal REBa₂Cu₃O_{7- δ} dengan *wet-mixing method* pada penelitian ini, dan *ketiga*, fraksi berat terbesar yaitu 99,1 % diperoleh pada sampel GdBa₂Cu₃O_{7- δ}.

Pada BAB 4 dilaporkan analisis struktur bahan serbuk berdasarkan data difraksi sinar-X, neutron dan sinkroton dengan metode *Rietveld* menggunakan program *Rietica* (B. A. Hunter 1997) dan *FullProf* (C.J. Rodriguez 2001). Informasi yang diperoleh dari hasil analisis *Rietveld* yaitu harga faktor *reliability*, harga parameter kisi, ortorombisitas, dan faktor hunian (*site occupancy*).

Seperti telah dijelaskan pada bab sebelumnya (BAB 2), bahwa struktur kristal superkonduktor YBa₂Cu₃O_{7-∂} (Y-123) maupun REBa₂Cu₃O_{7-∂} (RE-123) adalah ortorombik yang terdiri dari *tri-perovskite* (T. Chatterji 2006). Sedangkan sifat superkonduktornya sangat dipengaruhi oleh kandungan oksigen yang terdapat dalam senyawa tersebut.

Dalam superkonduktor sistem Y-123 maupun RE-123, terdapat lapisan-lapisan yaitu blok *reservoir*-muatan dan blok aktif (lapisan superkonduksi). Dari aspek mekanika fluksoid blok *reservoir*-muatan yang memisahkan dua blok aktif terdekat berperan sebagai faktor yang menentukan besar kecilnya efek *pinning* dalam bahan superkonduktor. Dari gambar 2.8 terlihat bahwa lapisan CuO-BaO-CuO₂ merupakan blok *reservoir*-muatan, sedangkan lapisan CuO₂-Y(RE)-CuO₂ merupakan blok aktif.



4.1. Pola Difraksi XRD, HRPD dan SRD

Seperti telah dijelaskan pada BAB 2, bahwa neutron dihamburkan oleh inti dan momen magnetik atom, sedangkan sinar-X dihamburkan oleh elektron. Intensitas sinar-X umumnya lebih besar dibandingkan intensitas neutron, sehingga karakterisasi XRD lebih tepat digunakan untuk identifikasi fasa dan perhitungan komposisi fasa.

Sinar-X berinteraksi dengan elektron, dan karena luas awan elektron yang mengelilingi inti sebanding dengan jarak antar atom, maka faktor bentuk f(Q) menurun cukup cepat dengan meningkatnya Q. Hal tersebut dapat menimbulkan masalah dalam eksperimen sinar-X, ketika ada hamburan *background* seperti hamburan *Compton*, baik dari sampel maupun dari lingkungan, karena rasio sinyal terhadap *background* sangat berkurang pada sudut tinggi. Sedangkan interaksi neutron dengan inti mempunyai rentang yang sangat pendek (10⁻¹⁵ m), jauh lebih pendek dibandingkan jarak antar atom (10⁻¹⁰ m) sehingga panjang hamburan b t idak bergantung pada vektor hamburan Q. Dengan demikian hasil karakterisasi neutron lebih akurat digunakan untuk analisis struktur dibandingkan hasil karakterisasi XRD (K. Skold 1986).

Pada penelitian ini dilakukan karakterisasi neutron dengan *high resolution powder diffractometer* (HRPD) dan *synchrotron-ray diffraction* (SRD) untuk analisis struktur. Sampel yang mengandung unsur Nd dan Y dapat dikarakterisasi dengan HRPD yaitu sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} (x = 0, 0,25, 0,50, 0,75, 1). Sedangkan sampel yang mengandung unsur Eu dan Gd yaitu sampel REBa₂Cu₃O_{7- δ} dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE (kecuali Nd-123) tidak bisa dikarakterisasi dengan HRPD karena faktor penyerapan unsur Eu dan Gd terlalu besar, sehingga hanya sebagian kecil neutron yang dapat dihamburkan. Oleh karena itu, khusus untuk sampel REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE = Nd, Eu, Gd) dikarakterisasi dengan SRD yang dilakukan di KEK (*Kō Enerugī Kasokuki Kenkyū Kikō*) atau *The High Energy Accelerator Research Organization*, Jepang. Pola difraksi sinar-X semua sampel YBCO yang disubstitusi unsur Nd pada komposisi kimia Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} (x = 0, 0,25, 0,50, 0,75, 1) pada suhu re-kalsinasi (T_{re}) 970°C selama 10 jam diperlihatkan pada Gambar 4.1.



Gambar 4.1. Pola difraksi sinar-X (*CuKa radiation*) superkonduktor Nd_xY_{1-x}-123 (x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1) dengan T_{rc} 970°C selama 10 jam. Simbol : (o) Nd_xY_{1-x}-123. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*.

Pola difraksi neutron (HRPD) semua sampel YBCO yang disubstitusi dengan unsur Nd pada komposisi kimia Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} (x = 0, 0,25, 0,50, 0,75, 1) dengan T_{rc} 970°C selama 10 jam diperlihatkan pada Gambar 4.2.



Gambar 4.2. Pola difraksi neutron (HRPD) dengan panjang gelombang $\lambda = 1,819479$ Å untuk sampel superkonduktor Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} (x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1) dengan T_{rc} 970°C selama 10 jam. Ket: (a.u.) = arbitrary unit.



Secara umum, puncak-puncak yang dihasilkan dari karakterisasi XRD dan HRPD memperlihatkan puncak tajam yang menandakan bahwa kristalisasi sudah terjadi dengan baik. Pola difraksi neutron (HRPD) hampir sama untuk semua sampel, baik posisi sudut 20 maupun intensitasnya dan di beberapa sudut masih memperlihatkan adanya *overlapping* (puncak yang belum terpisah secara sempurna).

Penambahan unsur Nd pada superkonduktor YBCO menghasilkan pergeseran sudut puncak difraksi sinar-X dan neutron. Pergeseran sudut puncak difraksi sinar-X pada sudut 20 antara 30 dan 35° yang berhubungan dengan substitusi ion Y^{3+} oleh Nd³⁺ diperlihatkan pada Gambar 4.3, s edangkan pergeseran sudut puncak difraksi neutron (HRPD) diperlihatkan pada Gambar 4.4. Pergeseran sudut puncak difraksi sinar-X maupun neutron bergerak menuju 20 lebih kecil dengan penambahan jumlah Nd. Hal ini diakibatkan oleh perbedaan jari-jari ion, dimana jari-jari ion Nd³⁺ (112,3 pm) lebih besar dibandingkan jari-jari ion Y^{3+} (104 pm) (R.D. Shannon 1976). S ecara teori, diketahui hubungan rumusan Bragg

 $n\lambda = 2d\sin\theta$

$$h^2$$
 h^2 l^2

(4-1)

an
$$\frac{1}{d_{hkl}} = \sqrt{\frac{h^2}{a^2} + \frac{k^2}{b^2} + \frac{l^2}{c^2}}$$
 (4-2)

dengan λ adalah panjang gelombang sinar datang, d adalah jarak antar bidang, θ adalah sudut antara sinar datang dan bidang hamburan, (hkl) adalah indeks Miller dan (a, b, c) adalah besaran sel satuan ke arah sumbu x, y dan z. Jari-jari ion atau atom yang membentuk satu sel satuan akan mempengaruhi besaran sel satuan a, b dan c. Semakin kecil jari-jari atom maka besaran sel satuan juga semakin kecil dan dari hubungan rumusan Bragg mengakibatkan nilai θ menjadi semakin besar. Urutan pergeseran puncak difraksi dari 2 θ paling kecil menuju 2 θ paling besar yaitu Nd-123, Nd_{0,25}Y_{0,75}-123, Nd_{0,5}Y_{0,25}-123, Y-123. Hal yang sama terjadi pada urutan pergeseran puncak difraksi neutron. Dari Gambar 4.3 dan 4.4 terlihat bahwa puncak difraksi sinar-X sudah memperlihatkan pemisahan antara puncak dengan indeks Miller (013) dan (103) yang terletak pada sudut 2 θ antara 30 dan 35°, sedangkan untuk difraksi neutron, puncak dengan indeks Miller (013) dan (103) yang terletak pada sudut 2 θ antara 37 dan 42° masih terlihat tumpang tindih (*overlapping*).



Gambar 4.3. Pergeseran sudut puncak difraksi sinar-X dengan indeks Miller (013) dan (103) hasil krakterisasi XRD (Gambar 4.1). Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*.



Gambar 4.4. Pergeseran sudut puncak difraksi neutron dengan indeks Miller (013) dan (103) hasil karakterisasi HRPD (Gambar 4.2). Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*.

Pola difraksi sinar-X (XRD) dan sinkroton (SRD) untuk semua sampel REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE-123) dengan satu, dua, tiga kombinasi RE, masing-masing diperlihatkan pada Gambar 4.5 d an 4.6. Pola difraktogram XRD maupun SRD memperlihatkan puncak tajam yang menandakan sampel sudah mengkristal dengan baik. Khusus untuk SRD, intensitas puncak yang dihasilkan masing-masing sampel beragam pada sudut yang sama, beberapa puncak mempunyai intensitas sama pada posisi sudut 20 tertentu, di sisi lain beberapa puncak pada posisi sudut 20 yang sama mempunyai intensitas berbeda. Perbedaan intensitas yang cukup signifikan terlihat pada puncak untuk bidang refleksi Bragg (010) pada sudut 20 sekitar 17,7° dengan intensitas paling kecil sebesar 83,6 cps pada sampel Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123 dan intensitas tertinggi sebesar 993,5 cps diperoleh pada sampel Nd_{0,5}Eu_{0,5}-123.

Sama dengan kasus yang terjadi pada sampel Nd_xY_{1-x}-123, kombinasi satu, dua dan tiga RE pada sampel RE-123 juga menghasilkan pergeseran sudut puncak difraksi seperti diperlihatkan pada Gambar 4.7 (XRD) dan 4.8 (SRD). Pergeseran sudut puncak difraksi diakibatkan oleh perbedaan jari-jari ion, dimana jari-jari ion Nd³⁺ (112.3 pm) lebih besar dibandingkan jari-jari ion Eu³⁺ (104 pm) dan Gd³⁺ (R.D. Shannon 1976). Dari gambar terlihat pergeseran sudut puncak difraksi bergerak ke posisi 20 lebih besar dengan urutan pergeseran sudut dari yang terkecil sampai terbesar yaitu Nd-123, Nd_{0.5}Eu_{0.5}-123, Nd_{0.5}Gd_{0.5}-123, Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O₇₋₈, Eu-123, Eu_{0.5}Gd_{0.5}-123 and Gd-123. Interpretasi yang sama dengan sampel N_xY_{1-x}-123 juga berlaku pada sampel RE-123 yang mengindikasikan bahwa semakin kecil jari-jari ion, maka pergeseran sudutnya semakin besar.

Seperti telah dijelaskan pada BAB 3, hasil karakterisasi XRD untuk sampel $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ (x = 0, 0,25, 0,5, 0,75, 1) dan sampel REBa_2Cu_3O_{7-\delta} (satu, dua, tiga kombinasi RE), sudah dimanfaatkan untuk identifikasi fasa dan perhitungan komposisi fasa. Pada sub bab ini, hasil karakterisasi XRD, HRPD dan SRD dimanfaatkan untuk analisis kualitatif pada bahan serbuk dengan metode *Rietveld* menggunakan program *Rietica* (B. A. Hunter 1997) dan *FullProf* (C.J. Rodriguez 2001).



Gambar 4.5. Pola XRD (*CuK\alpha radiation*) sampel RE-123 dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*.





Gambar 4.6. Pola difraktogram *synchrotron-ray diffraction* (SRD) sampel RE-123 dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*.





Gambar 4.7. Pergeseran puncak dengan indeks Miller (116), (123) dan (213) hasil karakterisasi XRD untuk sampel R E-123 dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*.



Gambar 4.8. Pergeseran puncak dengan indeks Miller (116), (123) dan (213) hasil karakterisasi SRD untuk sampel RE-123 dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE. Ket: (a.u.) = *arbitrary unit*.

4.2. Analisis Rietveld

Analisis Rietveld adalah sebuah metode pencocokan tak linier kurva pola difraksi terhitung (model) dengan pola difraksi teramati yang didasarkan pada data struktur kristal dengan menggunakan metode kuadrat terkecil (*least squares*) (S. Pratapa 2002).

Analisa Rietveld tidak lain adalah problema optimasi fungsi non-linier dengan pembatas (*constrains*) atau dalam bahasa matematik dinyatakan sebagai

$$f(x) = \sum w_i [y_i(0) - y_i(c)]^2$$
(4-2)

dengan \sum menunjukkan penjumlahan yang dilakukan terhadap semua titik pada pola difraksi mulai dari titik ke-i hingga ke-N. Sedangkan w_i = 1/y_i (o) adalah faktor bobot (*weighting factor*), y_i (o) adalah intensitas terukur dan y_i (c) adalah intensitas terhitung pada titik data ke-i.

Ukuran yang menunjukkan derajat persesuaian antara profil difraksi hasil perhitungan dan profil difraksi hasil pengamatan dinyatakan dengan R_{wp} (weighted profil factor), R_p (profil factor), R_e (expected weighted profil factor), S (goodness-of-fit), R_B (Bragg factor), yang didefinisikan sebagai

$$R_{wp} = \frac{\left\{ \sum w_{i} [y_{i}(o) - y_{i}(c)]^{2} \right\}^{1/2}}{\left\{ \sum w_{i} [y_{i}(o)]^{2} \right\}^{1/2}}, \qquad R_{e} = \left[\frac{N - P}{\sum w_{i} y_{i}^{2}} \right]$$

$$R_{p} = \frac{\left\{ \sum |y_{i}(o) - y_{i}(c)| \right\}}{\left\{ \sum y_{i}(o) \right\}}, \qquad R_{B} = \frac{\sum |I_{i} - I_{ic}|}{\sum I_{i}}$$

$$GoF = S = \left[\frac{R_{wp}}{R_{e}} \right] \qquad (4-3)$$

dengan N adalah jumlah titik data, P adalah jumlah parameter yang terlibat dalam sebuah penghalusan, I_i dan I_{ic} adalah intensitas-intensitas terpadu terukur dan terhitung untuk sebuah refleksi Bragg. Harga faktor R yang kecil menunjukkan *baiknya* persesuaian antara pola difraksi hasil pengamatan dan pola difraksi hasil perhitungan. Analisis data difraksi sampel Nd-123 dilakukan dengan asumsi bahwa cuplikan

atau sampel mempunyai sistem kristal ortorombik dengan grup ruang Pmmm No. 47.

Proses penghalusan parameter-parameter puncak difraksi telah dilakukan pada *background* dengan mode *6-coefficients polynomial function*, pendekatan bentuk puncak *Voigt (How. Asym)*, parameter *full width at half maximum* (FWHM), faktor skala, parameter kisi (a, b, c), posisi atom ke arah sumbu z untuk atom Ba, Cu(2), O(1), O(2) dan O(3). Pada proses penghalusan parameter termal dan semua faktor hunian (*occupancy*) pada semua posisi atom dibuat konstan (S. Pratapa 2002).

4.3. Hasil Refinement

Pola hasil penghalusan parameter-parameter puncak difraksi hasil karakterisasi XRD, HRPD dan SRD untuk sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi 970°C selama 10 jam ditunjukkan pada Gambar 4.9 yang merupakan pola difraksi hasil pengamatan yang ditampilkan bersama dengan pola difraksi hasil perhitungan.

Faktor *reliability* (R) hasil penghalusan parameter-parameter puncak difraksi XRD, HRPD dan SRD untuk sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi 970°C selama 10 jam diperlihatkan pada Tabel 4.1 yang meliputi faktor profil (R_p), faktor profil terbobot (R_{wp}), faktor Bragg (R_B), kuadrat *goodness-of-fit* (S²). Tabel tersebut juga menampilkan nilai parameter kisi dari semua sampel XRD, HRPD dan SRD.

Dari tabel terlihat bahwa harga faktor R (R_{wp}, R_p dan R_e) yang menyatakan kualitas kecocokan antara intensitas hamburan hasil pengamatan dan intensitas hamburan hasil perhitungan lebih kecil dari 20 %. Hal tersebut mengisyaratkan bahwa perbandingan antara optimasi fungsi non-linier dengan pembatas (*constrains*) terhadap intensitas terukur berada di bawah 20 % dan dapat dikatakan bahwa semakin kecil harga faktor R maka kualitas sampel semakin baik. Sedangkan harga S menyatakan perbandingan antara *weighted profile factor* dengan *expected weighted profile factor* yang menjadi indikator apakah kesesuaian antara intensitas terukur dan terhitung dapat diterima ataukah tidak.



Tabel 4.1. Nilai parameter kisi a, b dan c, faktor *reliability* (R_p, R_{wp}, R_e, R_B, R_F) dan kuadrat *goodness-of-fit* (S²) untuk sampel Nd-123 dengan suhu re-kalsinasi 970°C selama 10 jam yang merupakan hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD menggunakan *software FullProf* (C.J. Rodriguez 2001)

		THE THE
Nd-123	Nd-123	Nd-123
(XRD)	(SRD)	(HRPD)
3,8722(6)	3,90077(5)	3,8676(9)
3,9224(1)	3,91128(6)	3,9199(3)
11,775(4)	11,744(8)	11,767(9)
1,1	1,2	1,3
9,4	16,6	6,9
12,3	22,5	8,7
11,6	20,3	7,7
11,2	15,7	11,8
11,3	9,6	9,1
	Nd-123 (XRD) 3,8722(6) 3,9224(1) 11,775(4) 1,1 9,4 12,3 11,6 11,2 11,3	Nd-123 Nd-123 (XRD) (SRD) 3,8722(6) 3,90077(5) 3,9224(1) 3,91128(6) 11,775(4) 11,744(8) 1,1 1,2 9,4 16,6 12,3 22,5 11,6 20,3 11,2 15,7 11,3 9,6

Hasil penghalusan parameter-parameter puncak difraksi (*refinement*) untuk semua sampel yang telah disintesis dengan *wet-mixing method* diperlihatkan pada Tabel 4.2. Tabel 4.2 memperlihatkan nilai parameter kisi, volume sel, R_{wp} , R_p , R_e dan S² untuk sampel Nd-123 ($T_{re} = 650-970^{\circ}C$, $t_{re} = 1$ jam), Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123 ($T_{re} = 920-970^{\circ}C$, $t_{rc} = 1$ jam), Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ ($T_{re}=920-970^{\circ}C$, $t_{re} = 1$ jam)), Nd_xY_{1-x}-123 ($T_{re}=970^{\circ}C$, $t_{rc} = 10$ j am) dan RE-123 (kombinasi RE) ($T_{re}=970^{\circ}C$, $t_{re} = 10$ jam). Penghalusan parameter-parameter puncak difraksi untuk karakterisasi XRD dilakukan dengan menggunakan program *Rietica* (B. A. Hunter 1997), sedangkan untuk karakterisasi HRPD dan SRD menggunakan program *FullProf* (C.J. Rodriguez 2001).



Gambar 4.9. Pola difrakasi hasil *refinement* sampel Nd-123 dari hasil karakterisasi XRD, SRD dan HRPD. Hasil pengamatan, hasil perhitungan, selisih harga intensitas hasil pengamatan dan hasil perhitungan, posisi sudut puncak Bragg, masing-masing ditunjukkan warna hitam, warna merah, warna hijau, warna biru.









4.4. Parameter Kisi

4.4.1. Sampel NdBa₂Cu₃O₇₋₈

Dari hasil penghalusan parameter-parameter pola difraksi pada Tabel 4.2 dapat dibuat kurva hubungan nilai parameter kisi (a, b, c) terhadap suhu re-kalsinasi (T_{rc}) untuk sampel NdBa₂Cu₃O_{7-δ} seperti diperlihatkan pada Gambar 4.10. Kurva memperlihatkan bahwa nilai parameter kisi ke arah sumbu a menurun, sedangkan nilai parameter kisi ke arah sumbu b dan c meningkat dengan penambahan T_{rc}. Apabila dibandingkan dengan harga parameter kisi pada PDF nomor 046-0229, dimana konstanta kisi ke arah sumbu a seb esar 3,8799 A, b s ebesar 3,9161 A dan c seb esar 11,7645 Å, maka nilai a pada Gambar 4.10 berkurang dari 3,935 Å pada suhu 650°C menuju 3,873 Å pada suhu 970°C. Dan akan semakin berkurang pada T_{rc} lebih tinggi sampai diperoleh nilai jenuh pada T_{rc} tertentu. Hal yang sama diperoleh pada parameter kisi ke arah sumbu b dan c. Nilai parameter kisi b bertambah besar dari 3,868 A pada suhu 650°C menuju 3,917 Å pada suhu 970°C, sedangkan parameter kisi c bertambah besar dari 11,685 Å pada suhu 650°C menuju 11,773 pada suhu 970°C. Hal tersebut mengindikasikan bahwa pola perubahan parameter kisi terhadap perubahan T_{rc} mencerminkan evolusi pertumbuhan kristal NdBa₂Cu₃O₇₋₈ sehingga pada suhu tertentu (suhu yang lebih tinggi) parameter kisi tidak mengalami perubahan yang signifikan.

Harga faktor *reliability* (R_{wp} , R_p , R_e) untuk sampel NdBa₂Cu₃O₇₋₈ terlihat bervariasi (Tabel 4.2) sehingga tidak bisa dibuat pola perubahan suhu re-kalsinasi terhadap harga R. Akan tetapi secara keseluruhan, semua sampel memperlihatkan harga R_{wp} , R_p , R_e lebih kecil atau sama dengan 20 %. Sedangkan harga kuadrat *goodness-offit* (S²) menurun dari 3,4 sampai 1,4 dengan penambahan suhu re-kalsinasi dari 650°C sampai 970°C. Hal tersebut mengindikasikan bahwa kecocokan antara intensitas hamburan hasil pengamatan dan intensitas hamburan hasil perhitungan semakin baik dengan penambahan suhu re-kalsinasi. Harga S² paling kecil diperoleh pada sampel Nd-123 yang diberi perlakuan suhu re-kalsinasi pada 970°C yang mengindikasikan bahwa suhu tersebut merupakan suhu optimal pembentukan kristal Nd-123.



Gambar 4.10. Pola perubahan parameter kisi terhadap penambahan suhu re-kalsinasi dari 650-970°C untuk sampel Nd-123.

4.4.2. Sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-δ}

Proses penghalusan parameter-parameter pola difraksi (*refinement*) untuk sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dan RE-123 (dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE) dilakukan dengan analisis *Rietveld* menggunakan program *FullProf.* Sama dengan analisis *refinement* pada sub bab sebelumnya (4.4.1), pada sub bab ini (4.4.2) penghalusan parameter pola difraksi juga dilakukan pada *background* dengan mode *6coefficients polynomial function*, pendekatan bentuk puncak *Thompson-Cox-Hastings pseudo-Voigt*, parameter *full width at half maximum* (FWHM), faktor skala, parameter kisi (a, b, c), posisi atom ke arah sumbu z untuk atom Ba, Cu(2), O(1), O(2) dan O(3). Parameter termal untuk semua posisi atom telah di *refine* dengan pendekatan isotropik dan semua faktor hunian (*occupancy*) dibuat konstan.

Harga parameter kisi dan volume sel satuan sampel $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ yang merupakan hasil dari penghalusan parameter-parameter pola difraksi dengan analisis *Rietveld* untuk karakterisasi XRD dan HRPD diperlihatkan pada Table 4.2. Dari tabel

terlihat bahwa harga parameter kisi dan volume sel satuan bertambah besar dengan penambahan unsur Nd pada superkonduktor sistem YBCO, baik untuk hasil karakterisasi XRD maupun HRPD. Terdapat perbedaan kecil antara harga parameter kisi yang dihasilkan oleh karakterisasi XRD dan HRPD, yaitu antara 0,0001 dan 0,0069 A untuk parameter kisi a, antara 0,0005 dan 0,0065 A untuk parameter kisi b dan antara 0,001 dan 0,006 A untuk parameter kisi c. Peningkatan harga parameter kisi dan volume sel satuan dengan penambahan jumlah Nd, disebabkan oleh perbedaan jari-jari ion antara Y^{3+} dan Nd³⁺, dimana jari-jari ion Nd³⁺ yang lebih besar dari jari-jari jari yang diperlihatkan perbedaan parameter kisi dan volume sel satuan. Dari data yang diperlihatkan pada tabel 4.2, dapat dibuat urutan parameter kisi dari yang terbesar yaitu Y-123, Nd_{0,25}Y_{0,75}-123, Nd_{0,5}Y_{0,5}-123, Nd_{0,75}Y_{0,25}-123 dan Nd-123 seperti terlihat pada Gambar 4.11.



Gambar 4.11. Pola perubahan parameter kisi terhadap variasi jumlah substitusi Nd pada superkonduktor $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$

Perubahan parameter kisi juga diamati oleh Masahiko Inagaki (M. Inagaki 2006) pada sampel NdY-123 yang disintesis pada suhu sinter 1213 K (15 jam) dalam aliran gas argon, dilanjutkan dengan sinter pada suhu 1193 K (15 jam) dalam udara dan perlakuan anil pada 823 K (15 jam) dalam aliran oksigen. Hasil penelitian Inagaki memperlihatkan bahwa penambahan komposisi Nd pada senyawa NdY-123 mengakibatkan penambahan harga parameter kisi. Inagaki menduga bahwa ukuran ion RE mempengaruhi energi aktivasi oksigen antara posisi O(4) dan O(5) yang mengakibatkan terjadinya distorsi lokal dan merubah jarak antar atom.

Hasil yang sama diperoleh oleh Zhenping Chen (Z. Chen 2006) dimana substitusi RE³⁺ dalam senyawa YBCO menyebabkan perubahan struktur parameter kisi (a, b, c) tetapi tidak mengubah struktur ortorombik sistem YBCO, walaupun ion unsur tanah jarang mempunyai jari-jari ion dan momen magnetik lokal yang berbeda. Pada sisi lain, perubahan rapat elektron lokal dengan RE yang berbeda mengindikasikan bahwa perubahan struktur parameter dengan substitusi RE mengakibatkan perubahan rapat elektron tidak hanya di sekitar Y tetapi juga di sekitar Cu dan O. Karena substitusi RE³⁺ terjadi pada posisi Y antar bidang CuO₂, maka perubahan energi ikat pertama kali terjadi pada atom Cu(2) dan O(2). Sedangkan perubahan rapat elektron pada atom Cu(1) adalah akibat dari substitusi RE³⁺. Beberapa percobaan telah membuktikan bahwa semakin kecil ion RE³⁺ maka akan memperpendek ikatan Cu-O dalam arah a, b dan menambah rapat elektron pada atom Cu (Y. Zhao 1990; Q.R. Zhang 1993).

Harga faktor *reliability* (R_{wp} , R_p , R_e) untuk sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₈ (x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1) (Tabel 4.2) hasil harakterisasi XRD dan HRPD lebih kecil dari 20%, sedangkan harga S² hasil karakterisasi XRD adalah 1,4 da n 1,5, hasil karakterisasi HRPD berkisar antara 1,1 da n 1,7. H asil tersebut mendukung hipotesa yang dikemukakan pada sub bab 3.5.2, ba hwa suhu re-kalsinasi 970°C merupakan suhu optimal yang menghasilkan fasa impuritas paling sedikit dalam pembentukan struktur kristal NdBa₂Cu₃O₇₋₈ maupun Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₈.

4.4.3. Sampel REBa₂Cu₃O₇₋₈

Harga parameter kisi dan volume sel satuan sampel REBa₂Cu₃O₇₋₈ dengan berbagai kombinasi unsur tanah jarang yang merupakan hasil dari penghalusan pola difraksi untuk karakterisasi XRD dan SRD diperlihatkan pada Table 4.2. Dari tabel terlihat bahwa pola perubahan harga parameter kisi dan volume sel satuan yang sama untuk karakterisasi XRD dan SRD, dimana semakin kecil jari-jari ion RE maka nilai parameter kisi (a, b, c) juga semakin kecil. Urutan sampel dengan parameter kisi terbesar sampai yang terkecil, yaitu Nd-123, Nd_{0,5}Eu_{0,5}-123, Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123, Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ}, Eu-123, Eu_{0,5}Gd_{0,5}-123 dan Gd-123. Hasil tersebut merupakan kebalikan dari hasil pergeseran sudut, dimana semakin besar jari-jari ion mengakibatkan pergeseran sudut semakin kecil, sedangkan parameter kisinya semakin besar.

Pola perubahan harga parameter kisi (a, b, c) t erhadap satu, dua dan tiga kombinasi unsur tanah jarang untuk karakterisasi XRD diperlihatkan pada Gambar

4.12.





Terdapat perbedaan kecil antara harga parameter kisi yang dihasilkan oleh karakterisasi XRD dan SRD, berkisar antara 0,0036 dan 0,0323 Å untuk parameter kisi

a, antara 0,0012 dan 0,0082 Å untuk parameter kisi b dan antara 0,0106 dan 0,0246 Å untuk parameter kisi c.

Harga faktor *reliability* (R_{wp}, R_p, R_e) untuk sampel REBa₂Cu₃O_{7-δ} (Tabel 4.2) hasil harakterisasi XRD lebih kecil dari 20 % dan harga S² berkisar antara 1,2 dan 1,5. Sedangkan harga faktor *reliability* (R_{wp}, R_p, R_e) sampel REBa₂Cu₃O_{7-δ} (Tabel 4.2) hasil harakterisasi SRD lebih besar dari 20% dan harga S berkisar antara 1,6 da n 2,6. Perbedaan harga parameter kisi, *reliability* (R_{wp}, R_p, R_e) dan S untuk sampel hasil karakterisasi XRD dan SRD disebabkan oleh kesalahan teknis dalam mempersiapkan sampel yang akan dikarakterisasi. Beberapa kemungkinan yang menyebabkan perbedaan harga R dan S, yaitu tempat penyimpanan sampel REBa₂Cu₃O_{7-δ} kurang mendukung (seharusnya disimpan dalam ruang vakum), rentang waktu antara sintesis dan karakterisasi SRD sangat panjang (sekitar 2 tahun), sampel sudah melalui karakterisasi XRD dan HRPD.

4.5. Ortorombisitas

Dari hasil penghalusan pola difraksi juga dapat diperlihatkan bahwa terjadi transisi fasa tetragonal-ortorombik untuk semua sampel dengan suhu re-kalsinasi dari 650 sampai 970°C. Untuk kasus sampel yang diberi perlakuan variasi suhu re-kalsinasi seperti pada sampel Nd-123, Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123 dan Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ}, perhitungan ortorombisitas dilakukan dengan menggunakan rumusan

(4-4)

dengan a dan b adalah parameter kisi ke arah sumbu x dan y.

 $\eta = \left| \frac{a}{b} \right|$

Hasil perhitungan ortorombisitas sampel Nd-123, Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123 dan Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} menghasilkan kurva ortorombisitas seperti yang diperlihatkan pada Gambar 4.13 dan 4.14. Hasil perhitungan ortorombisitas memperlihatkan bahwa struktur kristalografi sampel Nd-123 mengalami transisi ortorombik-tetragonal dari suhu 650-970°C. Nilai ortorombisitas berkurang dengan penambahan suhu re-kalsinasi (*thermal strain*). Pada sisi lain, nilai ortorombisitas juga berbeda pada suhu yang sama untuk jenis unsur tanah jarang (*rare-earth elements*) yang berbeda (*doping strain*) dalam sistem-123.

Penurunan ortorombisitas yang cukup tajam dari suhu 650 sampai 970°C kemungkinan disebabkan oleh substitusi oksigen yang berbeda pada masing-masing sampel. Pada suhu tinggi akan terjadi penguapan oksigen, khususnya oksigen O(4) yang mempunyai ikatan paling lemah diantara ikatan oksigen yang lain, sehingga pada suhu tersebut mengakibatkan sampel membentuk struktur tetragonal. Penangkapan oksigen akan terjadi pada suhu rendah pada saat pendinginan sampel dalam furnace yang mengakibatkan terjadinya perubahan struktur dari tetragonal ke ortorombik. Jumlah penguapan dan penangkapan oksigen tersebut yang mengakibatkan perbedaan harga ortorombisitas untuk suhu re-kalsinasi yang berbeda. Hasil penelitian yang diperoleh oleh Chung dan Drozd (K.C. Chung 2003; V.A. Drozd 2004) memperlihatkan bahwa besar parameter kisi ke arah sumbu a dan b hampir sama pada suhu tinggi (di atas 680°C) dengan struktur kristal berbentuk tetragonal. Sedangkan pada suhu rendah (400-680°C) besar parameter kisi ke arah sumbu a dan b adalah berbeda dengan struktur kristal berbentuk ortorombik. Perbedaan hasil tersebut disebabkan oleh perbedaan metode pendinginan. P ada penelitian ini pendinginan sampel setelah melalui proses pemanasan dilakukan di dalam furnace (dibiarkan mendingin secara alami), sedangkan Chung dan Drozd menggunakan metode quench.



Gambar 4.13. Ortorombisitas terhadap penambahan suhu re-kalsinasi dari 650 sampai 970°C untuk sampel Nd-123



Gambar 4.14. Ortorombisitas sampel Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123 dan Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dengan suhu re-kalsinasi dari 920-970°C

Kurva o rtorombisitas untuk sampel Nd_xY_{1-x} -123 dari hasil refinement XRD yang dihitung dengan menggunakan persamaan (4-4) memperlihatkan pola yang sama dengan hasil *refinement* HRPD, dimana ortorombisitas bertambah dengan penambahan x seperti diperlihatkan pada Gambar 4.15. Keberadaan Nd^{3+} dalam posisi Y^{3+} telah mengakibatkan migrasi oksigen, karena terjadi perubahan dari keadaan kesetimbangan ortorombik ke tetragonal.

Fenomena ortorombisitas pada sampel yang disubstitusi suatu unsur juga telah dilaporkan oleh Yang Li dan kawan-kawan (Y. Li 2004). Yang Li mensintesis superkonduktor $Eu_{1+x}Ba_{2-x}Cu_3O_{7-\delta}$ (x = 0-0,2) dengan metode *solid state reaction*, dan kalsinasi pada suhu 800°C selama 24 jam, kemudian dipadatkan pada tekanan 10° Pa, dan disinter pada 950°C selama 30 jam, kemudian di anil pada 500°C selama 15 jam. Dari hasil penelitian, mereka mendapatkan bahwa struktur kristalografi mengalami transisi fasa dari ortorombik ke tetragonal dengan penambahan x dari 0 sampai 0,2.

Hasil yang sama diperoleh oleh Masahito Inagaki (M. Inagaki 2006) yang menyatakan bahwa penambahan unsur Nd pada senyawa NdY-123 mengakibatkan transisi fasa dari ortorombik ke tetragonal.



Gambar 4.15. Ortorombisitas sampel superkonduktor $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ (x = 0 – 1)

4.6. Faktor Hunian (Occupancy)

positif.

kristalografi sampel Nd_{0.25}Y_{0.75}Ba₂Cu₃O_{7-δ} yang Data diperoleh dari penghalusan parameter-parameter pola difraksi menggunakan analisis Rietveld dari hasil karakterisasi HRPD diperlihatkan pada Tabel 4.3. Berbeda dengan penghalusan parameter-parameter pola difraksi yang dilakukan pada XRD, dimana faktor termal tidak di *refine* karena menghasilkan nilai negatif, sehingga faktor hunian (*occupancy*) juga tidak di *refine*, sedangkan pada difraktogram HRPD, parameter termal untuk semua posisi atom telah di refine dengan pendekatan isotropik dan semua faktor hunian dibuat konstan kecuali atom oksigen pada posisi (0, 0.5, 0) atau O(4). Jadi untuk faktor hunian difraktogram HRPD hanya dilakukan penghalusan parameter pola difraksi terhadap oksigen pada posisi O(4). Proses penghalusan pola difraksi faktor hunian agak sulit dilakukan, karena sangat dipengaruhi oleh faktor termal. Penghalusan pola difraksi unsur oksigen pada posisi O(4) dapat mengubah nilai faktor termal menjadi negatif. Nilai negatif pada faktor termal tidak mempuyai arti fisis, sehingga penghalusan pola difraksi harus diulang dengan mengubah nilai faktor termal sampai diperoleh nilai
Substitusi unsur Nd pada sampel YBa₂Cu₃O_{7-δ} juga diprediksi menghasilkan migrasi oksigen, yang berakibat pada cacat kristal yang disebabkan oleh perbedaan jarijari ion dan faktor termal seperti yang telah dilaporkan oleh Inagaki (M. Inagaki 2006). Cacat kristal tersebut dapat diamati dengan melakukan penghalusan parameter puncak difraksi faktor hunian oksigen pada posisi O(4). Apabila faktor hunian untuk posisi O(4) penuh, maka akan mempunyai harga *occupancy* sebesar 0,125. Sedangkan hasil penghalusan parameter-parameter puncak difraksi pada Tabel 4.3 menunjukkan harga yang lebih kecil yaitu sebesar 0,1226. Hasil tersebut mengindikasikan bahwa ada kekosongan oksigen pada posisi O(4), yang dapat dikatakan sebagai cacat kristal. Akan tetapi dalam teori superkonduktor, justru cacat kristal ini yang dibutuhkan agar suatu bahan dapat berfungsi sebagai bahan superkonduktor.

Atom	Posisi Wyckoff	x	y	z	Faktor hunian (g)	Faktor termal (B) (\vec{A}^3)
Nd	1h	0,5	0,5	0,5	0,03125	0,1767 (5)
Y	1h	0,5	0,5	0,5	0,09375	0,6
Ba	2t	0,5	0,5	0,18204 (4)	0,25	0,1121 (8)
Cu (1)	1a 1	0	0	077	0,125	0,6429 (7)
Cu (2)	2q	0	0	0,35157 (3)	0,25	0,6174 (1)
0(1)	2q	0	0	0,16139 (5)	0,25	1,1035 (1)
O (2)	2r 🚺	0	0,5	0, <mark>3732</mark> 9 (8)	0,25	0,0545 (1)
O (3)	2s	0,5	0	0,27932 (4)	0,25	0,4234 (2)
O (4)	le le	0,5	0	0	0,1226 (8)	0,7527 (6)

Tabel 4.3. Data kristalografi hasil karakterisasi HRPD untuk Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba₂Cu₃O_{7-δ}

Harga faktor hunian untuk semua sampel $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dari hasil penghalusan pola difraksi dengan analisis *Rietveld* menggunakan program *FullProf* (C.J. Rodriguez 2001) diperlihatkan pada Tabel 4.4. Sedangkan pola perubahan faktor hunian oksigen O(4) dengan penambahan unsur Nd dalam sampel $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ diperlihatkan pada Gambar 4.16.

Seperti yang telah dijelaskan pada sub bab sebelumnya, bahwa bahan bersifat sebagai superkonduktor apabila bahan tersebut mempunyai kandungan oksigen antara

6,5 dan 7. Jadi dalam sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} harga δ harus berada dalam kisaran nilai 0< δ <0,5. Dengan penambahan jumlah Nd pada sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ}, harga faktor hunian dari oksigen O(4) berkurang (Tabel 4.4 dan Gambar 4.16). Hal tersebut mengindikasikan bahwa dengan penambahan unsur Nd, maka semakin besar kemungkinan oksigen terlepas dari ikatan dengan atom-atom yang berada pada tetangga terdekat, khususnya oksigen O(4).

Tabel 4.4. Harga faktor hunian (*occupancy*) hasil karakterisasi HRPD untuk sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₈ setelah penghalusan pola difraksi dengan analisis *Rietveld* menggunakan program *FullProf* (C.J. Rodriguez 2001)

Atom	Faktor hunian (<i>occupancy</i>) O(4)					
	Y-123	Nd _{0,25} Y _{0,75} -	Nd _{0,5} Y _{0,5} - 123	Nd _{0,75} Y _{0,25} - 123	Nd-123	
Nd		0,03125	0,0625	0,09375	0,125	
Y	0,125	0,09375	0,0625	0,03125	N/	
Ba	0,25	0,25	0,25	0,25	0,25	
Cu(1)	0,125	0,125	0,125	0,125	0,125	
Cu(2)	0,25	0,25	0,25	0,25	0,25	
O(1)	0,25	0,25	0,25	0,25	0,25	
O(2)	0,25	0,25	0,25	0,25	0,25	
O(3)	0,25	0,25	0,25	0,25	0,25	
O(4)	0,1232 (5)	0,1226 (8)	0,1221 (5)	0,1212 (7)	0,1205 (4)	



Gambar 4.16. Faktor hunian (*Occupancy*) oksigen pada posisi O (4) dengan penambahan x dalam sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O₇₋₈ setelah penghalussan pola difraksi menggunakan analisis *Rietveld* untuk data HRPD

Ada beberapa cara yang digunakan untuk menentukan kandungan oksigen suatu senyawa, diantaranya adalah dengan *iodine titration* dan TGA. Dalam eksperimen ini penentuan kandungan oksigen tidak dilakukan dengan *iodine titration* dan TGA, akan tetapi dengan menghitung faktor hunian masing-masing posisi oksigen. Pada eksperimen ini dilakukan pendekatan, dimana faktor hunian untuk O(1), O(2) dan O(3) dianggap terisi penuh, yang menggambarkan bahwa tidak ada oksigen yang mengalami migrasi pada posisi O(1), O(2) dan O(3). Oleh karena itu total k andungan oksigen yang terdapat dalam ketiga posisi oksigen tersebut berjumlah 6. S edangkan faktor hunian yang di *refine* adalah faktor hunian pada posisi oksigen O(4). Dari hasil penghalusan parameter-parameter pola difraksi pada Tabel 4.4 di atas, kemudian dilakukan perbandingan antara faktor hunian penuh (δ =0) dengan hasil penghalusan parameter-parameter pola difraksi. Untuk kasus faktor hunian penuh, maka jumlah oksigen adalah 7 de ngan struktur tetragonal. Satu contoh perhitungan untuk sampel Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba₂Cu₃O_{7- δ}, dimana diperoleh harga faktor hunian dari hasil *refinement* sebesar 0,1226, sedangkan faktor hunian penuh yang harus dimiliki oleh oksigen pada

posisi O(4) adalah 0,125. Hasil perbandingan faktor hunian hasil *refinement* dengan faktor hunian penuh adalah 0,9616. Sebelumnya telah dihitung jumlah kandungan oksigen pada posisi O(1), O(2) dan O(3) yaitu berjumlah 6 a tom, sehingga jumlah kandungan oksigen keseluruhan untuk sampel Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba₂Cu₃O_{7-δ} adalah 6,9616. Kurva perubahan kandungan oksigen untuk semua sampel diperlihatkan pada Gambar 4.17, sedangkan komposisi kimia masing-masing senyawa diperlihatkan pada Tabel 4.5. Dari gambar tersebut terlihat bahwa semakin besar penambahan unsur Nd, kandungan oksigen pada senyawa tersebut semakin kecil.

Berdasarkan hasil sintesis, karakterisasi dan analisis *Rietveld* untuk sampel $Nd_xY_{(1-x)}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$, dapat dikatakan bahwa sintesis dengan menggunakan *dissolved method* telah berhasil membuat kristal $Nd_xY_{(1-x)}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dengan fraksi berat yang tinggi sekitar 97 % pada suhu re-kalsinasi 970°C. Penambahan unsur Nd dari 0 sampai 1 pada superkonduktor $Nd_xY_{(1-x)}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ mengakibatkan kenaikan harga parameter kisi, menurunkan harga ortorombisitas dan menurunkan harga faktor hunian pada posisi O(4) sehingga menurunkan jumlah kandungan oksigen. Inilah fakta yang menunjukkan adanya distorsi kristal pada bahan $Nd_xY_{(1-x)}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$.



Gambar 4.17. Kurva kandungan oksigen terhadap penambahan x dalam sampel $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$

Kandungan Oksigen
YBa2Cu3O6,97
Nd _{0,25} Y _{0,75} Ba ₂ Cu ₃ O _{6,96}
Nd _{0,5} Y _{0,5} Ba ₂ Cu ₃ O _{6,95}
Nd _{0,75} Y _{0,25} Ba ₂ Cu ₃ O _{6,94}
NdBa ₂ Cu ₃ O _{6,93}

Table 4.5. Kandungan oksigen sampel superkonduktor NdxY1-xBa2Cu3O7-8

4.7. Distorsi Struktur Kristal

Substitusi unsur Nd pada superkonduktor Y-123 telah menghasilkan distorsi struktur kristal dilihat dari perubahan parameter kisi (a, b, c), pergeseran sudut 20 dan faktor hunian (*occupancy*) oksigen pada posisi O4. Dari hasil refinement XRD, HRPD dan SRD, telah diperoleh harga parameter kisi semakin naik dengan penambahan unsur Nd, sejalan dengan pergeseran sudut 20 menuju sudut yang lebih kecil, dan penurunan harga *occupancy* oksigen pada posisi O4. Hasil refinement tersebut digunakan untuk menggambarkan struktur kristal sampel dengan menggunakan program *Diamond* (H. Putz 2012). Struktur kristal untuk sampel YBa₂Cu₃O_{7-∂} (a = 3,8213 Å, b = 3,8849 Å, c = 11,6833 Å) dan Nd_{0.5}Y_{0.5}Ba₂Cu₃O_{7-∂} (a = 3,8453 Å, b = 3,9010 Å, c = 11,7147 Å) masing-masing diperlihatkan pada Gambar 4.18. Seperti telah dijelaskan pada sub bab 4.6 (Tabel 4.16), bahwa penambahan unsur Nd mengakibatkan penurunan harga faktor hunian (*occupancy*) oksigen pada posisi O4, yang mengindikasikan bahwa jumlah oksigen yang kosong pada posisi O4 semakin banyak.





Gambar 4.18. Struktur kristal sampel YBa₂Cu₃O_{7-d} dan Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba₂Cu₃O_{7-d}

Tabel 4.6 memperlihatkan perubahan jarak antar atom masing-masing sampel akibat penambahan unsur Nd. Hasil perhitungan pada Tabel 4.6 sesuai dengan hasil *refinement* pada Tabel 4.2 yang mengimplikasikan bahwa peningkatan jarak antar atom terjadi ke semua arah. Peningkatan jarak antar atom sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-∂} (x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1) ke arah sumbu c terlihat pada atom Y/Nd-Ba dari x = 0 (3,6536 Å) sampai x = 1 (3,7478 Å). Sedangkan peningkatan jarak antar atom ke arah sudut tertentu terlihat pada atom Y/Nd-O2, atom Y/Nd-O3, atom Y/Nd-Cu2, atom Ba-O1, atom Cu2-O2, atom Cu2-O3 dan atom Cu1-O4. Hasil tersebut mengimplikasikan bahwa penambahan unsur Nd mengakibatkan regangan (*strain*) pada lapisan CuO₂, BaO dan CuO_x. Hasil tersebut sesuai dengan hasil yang diperoleh oleh Zhao dan Zhang (Y. Zhao 1990; Q.R. Zhang 1993), yang telah membuktikan bahwa semakin besar ion RE³⁺ maka akan memperpanjang ikatan Cu-O dalam arah a dan b.

Tabel 4.6. Harga jarak antar atom sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-∂} (x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1)

		Jarak antar atom (Å) sampel Nd _x Y _{1-x} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-∂}					
Atom							
	$\mathbf{x} = 0$	x = 0.25	x = 0.5	x = 0.75	x = 1		
Y/Nd-Ba	3,654	3,660	3,725	3 <mark>,734</mark>	<mark>3,74</mark> 8		
Y/Nd-O2	2,368	2,398	2,451	2,483	2,501		
Y/Nd-O3	2,370	2,386	2,429	2,450	2,489		
Y/Nd-Cu2	3,190	3,198	3,237	3 <mark>,26</mark> 1	3,283		
Ba-O1	2,739	2,748	2,749	2,756	2,764		
Cu2-O2	1,935	1,939	1,941	1 <mark>,943</mark>	1,947		
Cu2-O3	1,959	1,967	1,970	1,975	1,983		
Cu1-O4	1,911	1,916	1,923	1,934	1,947		

Tabel 4.7. Harga sudut antar atom sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-∂} (x=0, 0,25, 0,5, 0,75, 1)

Atom	Sudut (derajat) sampel Nd _x Y _{1-x} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-∂}					
1	$\mathbf{x} = 0$	x = 0,25	x = 0,5	x = 0,75	x = 1	
04- Ba-O4	83,5373	83,8242	84,0866	84,2469	84,3928	
Cu1-Ba-Cu1	66,3333	66,3586	67,2818	67,3733	67,4756	
Cu2-Nd-Cu2	64,3924	64,4151	64,4674	65,3953	66,1 <u>680</u>	
O2-Nd-O2	74,1218	74,6272	75,3351	76,1944	77,0037	
O3-Nd-O3	73,2469	74,5882	75,5575	76,2266	77,3461	

Regangan pada lapisan CuO₂, BaO dan CuO_x mengakibatkan terjadinya perubahan sudut antar atom, seperti terlihat pada Tabel 4.7. Dari tabel terlihat bahwa sudut atom-atom O4-Ba-O4, Cu1-Ba-Cu1, Cu2-Nd-Cu2, O2-Nd-O2 dan O3-Nd-O3 naik dengan penambahan unsur Nd, yang mengimplikasikan terjadi pembesaran struktur kristal ke segala arah, sehingga posisi masing-masing atom berubah. Perubahan posisi atau pergeseran atom-atom dari sampel $YBa_2Cu_3O_{7-\partial}$ menjadi sampel $Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba_2Cu_3O_{7-\partial}$ diperlihatkan pada Gambar 4.19.



BAB 5 SIFAT LISTRIK DAN MAGNETIK

5.1. Tr<mark>ans</mark>isi Superkonduktif dan Rapat Arus Kritis

Pengamatan superkonduktivitas dalam medan magnet, dilakukan dengan pengukuran magnetisasi (M) sebagai fungsi suhu (T) melalui dua tahapan yaitu pendinginan tanpa medan magnet (*zero field cooling* atau ZFC) dan pendinginan dalam medan magnet (*field cooling* atau FC) dengan menggunakan SQUID. Proses ZFC merupakan proses pendinginan dari suhu ruang menuju suhu di bawah suhu kritis (T<Tc) tanpa medan. Medan magnet konstan diberikan pada saat suhu dinaikkan menuju suhu di atas suhu kritis. Kurva ZFC menggambarkan sifat *flux shielding* superkonduktor, sedangkan proses FC menggambarkan pengaruh Meissner (*flux expulsion*).

Data suseptibilitas magnetik (χ) atau magnetisasi (M) terhadap suhu (T) telah diukur dalam FC dan ZFC dalam medan magnetik 10 O e. Hasil pengukuran suseptibilitas magnetik terhadap suhu untuk sampel superkonduktor Nd_{0.5}Gd_{0.5}Ba₂Cu₃O₇₋₈ (Nd_{0.5}Gd_{0.5}-123) dan Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ diperlihatkan pada Gambar 5.1 dan 5.3. Kalau kurva diperbesar pada daerah suseptibilitas magnetik sekitar nol emu/gr, maka terdapat perbedaan pola penurunan suseptibilitas untuk FC dan ZFC. Suhu peralihan dari keadaan superkonduktor ke keadaan normal memperlihatkan adanya dua keadaan suhu kritis atau dua harga transisi yaitu $(T_{c=0}^{\operatorname{int} er})$ superkonduktivitas antar butir (intergrain *superconductivity*) dan superkonduktivitas dalam butiran (intragrain superconductivity) (T_{c-0}^{intra}) (W. M. Woch 2008) seperti terlihat pada Gambar 5.2 dan 5.4. Harga suhu kritis antar butir $T_{c-0}^{int\,er}$ dan dalam butir $T_{c-0}^{\text{int }ra}$ untuk FC dan ZFC dari sampel Nd_{0,5}Gd_{0,5}Ba₂Cu₃O₇₋₈ dan Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ diperlihatkan pada Tabel 5.1. Superkonduktivitas antar butir dikontrol oleh kemampuan arus mengalir dari satu butir ke butir yang lain, sedangkan superkonduktivitas dalam butiran dikontrol oleh flux pinning (D. D. Hughes 2001).



Gambar 5.1. Kurva suseptibilitas terhadap suhu sampel superkonduktor Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123



Gambar 5.2. Kurva suseptibilitas terhadap suhu antara 85-95 K untuk sampel Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123



 $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$

Tabel 5.1. Harga suhu kritis *intergrain and intragrain superconductivity* untuk FC dan ZFC dari sampel Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123 dan Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O₇₋₈

Sampel		FC	ZFC	
	$T_{c-0}^{\operatorname{int} er}$ (K)	$T_{c-0}^{\operatorname{int} ra}$ (K)	$T_{c-0}^{\operatorname{int} er}$ (K)	$T_{c-0}^{\text{int }ra}$ (K)
Nd _{0,5} Gd _{0,5} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈	86,25	86,50	87,20	87,50
$Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$	90,8	92	90,7	91,7

5.1.1. Superkonduktor Nd_xY_{1-x}-123

Data suseptibilitas magnetik (χ) atau magnetisasi (M) terhadap suhu (T) dari sampel superkonduktor Nd_{0.25}Y_{0.75}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dan Nd_{0.5}Y_{0.5}Ba₂Cu₃O_{7-δ} telah diukur dalam ZFC dan FC dalam medan magnetik 10 Oe memperlihatkan transisi suhu kritis superkonduktor seperti diperlihatkan pada Gambar 5.5. Untuk dapat melihat perbedaan sifat magnetik masing-masing bahan, maka dibuat kurva ternormalisasi. Susceptibilitas relatif (χ (T)/ χ (10K) memperlihatkan perbedaan yang signifikan dari kurva ZFC dan FC. Hal tersebut memperlihatkan bahwa ketahanan sifat superkonduktor dalam medan magnetik yang diberikan pada sampel Nd_{0.5}Y_{0.5}Ba₂Cu₃O_{7-δ} lebih besar dibandingkan sampel Nd_{0.25}Y_{0.75}Ba₂Cu₃O_{7-δ}. Harga suhu kritis antar butir (T_{c-0}^{inter}) dan dalam butir (T_{c-0}^{intrer}) untuk FC dan ZFC, diperlihatkan pa da Tabel 5.2. Dari tabel dapat dilihat bahwa harga T_{e-0}^{intrer} dan T_{c-0}^{intrer} untuk FC lebih besar dibandingkan ZFC. Hasil tersebut sama dengan hasil yang diperoleh pada sampel Nd_{0.5}Gd_{0.5}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dan Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} pada sub bab sebelumnya.





Gambar 5.5. Kurva suseptibilitas terhadap suhu sampel superkonduktor Nd_xY_{1-x} -123 (x = 0,25, 0,5)

Tabel 5.2. Harga suhu kritis *intergrain and intragrain superconductivity* untuk FC dan ZFC dari sampel Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dan Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba₂Cu₃O_{7-δ}

Sampel	F	C	ZFC	
	$T_{c-0}^{\operatorname{int} er}$ (K)	$T_{c-0}^{\operatorname{int} ra}$ (K)	$T_{c-0}^{\text{int}er}$ (K)	$T_{c-0}^{\operatorname{int} ra}$ (K)
Nd _{0,25} Y _{0,75} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈	90,5	91	90,2	90,5
Nd _{0,5} Y _{0,5} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈	91,5	92	91,25	91,5

Dari Tabel 5.2 terlihat bahwa semakin besar jumlah substitusi unsur Nd pada superkonduktor $Nd_xY_{(1-x)}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ maka suhu kritis yang dihasilkan juga semakin tinggi. Suhu kritis untuki x=0,25 adalah 91 K, sedangkan untuk x=0,5 adalah 92 K.

Hasil karakterisasi SQUID untuk kurva magnetisasi terhadap medan (M-H) atau kurva histeresis yang diukur pada 5 K diperlihatkan pada Gambar 5.6. D aerah medan tersebut nerupakan daerah medan *irreversible* (M_{irr}) dan karena medan yang diberikan turun dan naik mengakibatkan magnetisasi yang dihasilkan berbeda. Rapat arus kritis (Jc) adalah sebanding dengan perbedaan magnetisasi (ΔM), yang diukur pada saat penambahan dan pengurangan medan magnetik.

Besaran fraksi volume superkonduktor (*superconducting volume fraction*) dihitung dari data kurva suseptibilitas M-T, baik pada FC maupun ZFC. Dengan pengetahuan kerapatan sampel $Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ (ρ) sekitar 6,964 gr/cm³ dan berat sampel yang diukur dengan menggunakan SQUID adalah 0,152 gr , maka dapat dihitung volumenya adalah 0,021823 cm³. Dengan menggunakan harga momen magnetik (ZFC) pada suhu 5 K, maka suseptibilitas dapat dihitung sebagai berikut :

$$\chi_{v} = -\frac{m}{H_{o}} = -\frac{0,09122}{10(\frac{1}{1-1/3})0,021823} = 0,0278666$$

Harga n = 1/3 adalah faktor demagnetisasi dengan asumsi partikel berbentuk bola (*spherical*). Perhitungan menghasilkan $\chi_o = -0,0278666$ emu/cm³, kemudian harga tersebut dibandingkan dengan harga diamagnetik sempurna $\chi_{dia} = -1/4\pi$ untuk mendapatkan *superconducting volume fraction* (FV_S) (A. Ehmann 1993; T. Rentschler 1994; I. S. Suzuki 2001).

$$FV_s = \frac{\chi_o}{\chi_{dia}} = \frac{-0,0278666}{-1/4\pi} = 0,35 = 35\%$$

Jadi fraksi volume superkonduktor pada 5 K adalah 35 % untuk sampel $Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba_2Cu_3O_{7-8}$ dan telah dihitung pula untuk sampel $Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba_2Cu_3O_{7-8}$ sebesar 26 %. H arga-harga tersebut menggambarkan kemampuan bahan menahan fluks magnetik relatif dari keadaan diamagnetik sempurna (Meissner).

Dari Gambar 5.6 terlihat bahwa perbedaan magnetisasi sampel $Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ lebih besar dibandingkan sampel $Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$. Rapat arus kritis (J_c) bergantung pada porositas, ukuran butiran, dan keberadaan fasa kedua dalam daerah *grain boundary* seperti yang dilaporkan oleh Suasmoro, dan kawan-kawan (S. Suasmoro 2012). Hal tersebut tercermin dalam rumusan yang dikenal dengan model Bean's (S. Elschner 1992) :

Perhitungan rapat arus kritis di atas adalah untuk sampel berbentuk serbuk, diasumsikan terjadi aglomerasi partikel berbentuk bola (*spherical*). Dari hasil perhitungan diperoleh harga rapat arus kritis pada suhu 5 K yaitu 4×10^4 Acm⁻² untuk sampel Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dan 1×10^5 Acm⁻² untuk sampel Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba₂Cu₃O_{7- δ}. Harga J_c sampel Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba₂Cu₃O_{7- δ} lebih besar dibandingkan harga J_c sampel Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba₂Cu₃O_{7- δ}, yang mengindikasikan bahwa penambahan Nd dalam sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dapat meningkatkan suhu kritis, sifat ketahanan superkonduktor terhadap medan magnet dan rapat arus kritis.

 $J_{c} = \frac{3\Delta m}{2rV} = \frac{3x7,03x10^{-2}}{2x0,5x10^{-6}x0,021823} = 1x10^{5} A/cm^{2}$



Gambar 5.6. Kurva suseptibilitas terhadap medan magnetik sampel superkonduktor $Nd_xY_{1-x}-123$ (x = 0,25, 0,5)

Pola penurunan rapat arus kritis dengan penambahan kuat medan magnetik luar diperlihatkan pada Gambar 5.7 da n 5.8. K urva pada Gambar 5.7 merupakan hasil perhitungan rapat arus kritis (J_c) pada daerah medan positif untuk sampel $Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dan $Nd_{0,5}Y_{0,5}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$, sedangkan kurva pada Gambar 5.8

adalah hasil perhitungan rapat arus kritis pada daerah medan negatif untuk sampel $Nd_{0,25}Y_{0,75}$ -123 dan $Nd_{0,5}Y_{0,5}$ -123. Secara umum terlihat bahwa harga rapat arus kritis sampel $Nd_{0,5}Y_{0,5}$ -123 lebih besar dibandingkan sampel $Nd_{0,25}Y_{0,75}$ -123 untuk semua harga kuat medan magnetik luar yang diaplikasikan.

Kedua sampel memperlihatkan kesamaan pola perubahan rapat arus kritis terhadap kuat medan magnetik luar. Rapat arus kritis tertinggi diperoleh pada kuat medan magnetik luar sekitar 2000 Oe dan penambahan kuat medan magnetik luar mengakibatkan harga rapat arus kritis menurun. Hasil yang sama mengenai pola penurunan rapat arus kritis terhadap kuat medan magnetik luar diperlihatkan oleh S, Nariki dan kawan-kawan (S. Nariki 2006), dimana penurunannya terjadi secara eksponensial.



Gambar 5.7. Kurva rapat arus kritis (J_c) terhadap kuat medan magnetik (H) untuk sampel superkonduktor Nd_xY_{1-x}-123 (x = 0,25, 0,5) pada medan positif





Gambar 5.8. Kurva rapat arus kritis (J_c) terhadap kuat medan magnetik (H) untuk sampel superkonduktor Nd_xY_{1-x} -123 (x = 0,25, 0,5) : pada medan negatif

Dari hasil-hasil karakterisasi, pengamatan dan pengukuran yang telah diuraikan di atas, maka dapat ditarik kesimpulan sementara bahwa proses sintesis sampel substitusi Nd pada superkonduktor YBa₂Cu₃O_{7-∂} dengan menggunakan *wet-mixing method* telah berhasil dilakukan. Dari kedua analisis *Rietveld* menggunakan data XRD dan HRPD, diperoleh bahwa parameter kisi dan ortorombisitas bertambah dengan penambahan Nd dalam Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-∂}. Penambahan unsur Nd juga menghasilkan perubahan jumlah oksigen, dimana faktor hunian oksigen pada posisi O(4) berkurang dengan penambahan Nd. Superkonduktivitas (T_c) meningkat dengan kehadiran oksigen (P. Benzi 2004), akan tetapi berkurangnya O(4) justru menambah terciptanya *point defect (oxygen vacancy)* yang berperan sebagai *pinning center* sehingga mampu meningkatkan rapat arus kritis (J_c).

Yao dan kawan-kawan melaporkan suhu kritis superkonduktor YBCO sekitar 91 K dan NBCO sekitar 94 K, jadi ada peningkatan suhu kritis sekitar 3 K. Pada penelitian ini dihasilkan suhu kritis untuk superkonduktor $Nd_{0,25}Y_{0,75}$ -123 sekitar 91 K dan superkonduktor $Nd_{0,5}Y_{0,5}$ -123 sekitar 92 K. Sehingga dapat dikatakan bahwa penambahan unsur Nd pada superkonduktor YBCO mampu meningkatkan harga suhu kritis.

5.1.2. Superkonduktor RE-123

Hasil pengukuran suseptibilitas terhadap suhu untuk sampel RE-123 dengan kombinasi satu RE diperlihatkan pada Gambar 5.9 dan untuk sampel dengan kombinasi dua dan tiga kombinasi RE diperlihatkan pada Gambar 5.10. Pengukuran magnetisasi (M) sebagai fungsi suhu (T) dilakukan dengan menggunakan SQUID. Untuk dapat melihat perbedaan sifat magnetik masing-masing bahan, maka dibuat kurva ternormalisasi. G ambar 5.9 memperlihatkan perbedaan suseptibilitas relatif $(\chi(T)/\chi(10K))$ yang signifikan dari kurva FC dan ZFC sampel Eu-123 dan Gd-123. Terlihat bahwa ketahanan sifat superkonduktor dalam medan magnetik yang diberikan pada sampel Gd-123 lebih besar dibandingkan sampel Eu-123. Sedangkan perbedaan suseptibilitas relatif ($\chi(T)/\chi(10K)$ dari kurva FC dan ZFC untuk sampel Eu_{0.5}Gd_{0.5}-123, Nd_{0.5}Gd_{0.5}-123 dan Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O₇₋₈ yang diperlihatkan pada Gambar 5.10 mengindikasikan bahwa ketahanan sifat superkonduktor dalam medan magnetik yang diberikan pada sampel Eu_{0.5}Gd_{0.5}-123 lebih besar dibandingkan sampel Nd_{0.5}Gd_{0.5}-123 dan Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba₂Cu₃O_{7-δ}. Hal tersebut didukung oleh nilai suhu kritis (T_c) dari masing-masing sampel, dimana suhu kritis sampel Gd-123 lebih besar dibandingkan sampel Eu-123 dan suhu kritis sampel Eu_{0.5}Gd_{0.5}-123 lebih besar dibandingkan sampel $Nd_{0.5}Gd_{0.5}$ -123 dan $Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ seperti terlihat pada Tabel 5.3.





Gambar 5.9. Kurva suseptibilitas terhadap suhu sampel RE-123 dengan satu kombinasi RE



Gambar 5.10. Kurva suseptibilitas terhadap suhu sampel RE-123 dengan dua dan tiga kombinasi RE

Tabel 5.3. H asil pengukuran suhu kritis (T_c) menggunakan SQUID untuk sampel REBa₂Cu₃O_{7- δ} (RE=Nd, Eu, Gd) dengan satu, dua dan tiga kombinasi unsur tanah jarang (*rare earth*)

Sampel		FC I ()		FC C
AAA	$T_{c-0}^{\operatorname{int} er}$ (K)	$T_{c-0}^{\operatorname{int} ra}$ (K)	$T_{c-0}^{\operatorname{int} er}$ (K)	$T_{c-0}^{\operatorname{int} ra}$ (K)
EuBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	89,5	92,5	89,8	92,5
GdBa ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	93	93,5	93,3	93,6
Nd _{0,5} Gd _{0,5} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈	86	86,5	87,5	88,5
$Eu_{0,5}Gd_{0,5}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$	91,5	93,1	91,6	93,1
Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O ₇₋₈	90,2	91,7	90,5	92)

5.2. Sif<mark>at Magnetik</mark> Pada Keadaan Normal

Untuk mengetahui sifat kemagnetan sampel Nd-123 yang berukuran nanometer, maka dilakukan karakterisasi menggunakan *Vibrating Sample Magnetometer* (VSM) pada suhu ruang. Kurva magnetisasi untuk sampel Nd-123 yang diberi perlakuan *mixing* selama 30 menit dan suhu re-kalsinasi (T_{rc}) pada 750°C selama satu jam menunjukkan histeresis yang merupakan sifat feromagnetik bahan, akan tetapi kemunculannya sangat kecil. Sedangkan hasil karakterisasi VSM sampel Nd-123 dengan T_{rc} pada 800 dan 900°C memperlihatkan sifat paramagnetik seperti terlihat pada Gambar 5.11.

Hasil karakterisasi VSM sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dengan perlakuan *mixing* selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 750, 800, 850 dan 900°C selama 30 menit diperlihatkan pada Gambar 5.12 dan 5.13. Karakterisasi VSM untuk semua sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ memperlihatkan adanya histeresis yang menandakan munculnya sifat feromagnetik lemah pada suhu ruang, seperti diperlihatkan pada Gambar 5.12 untuk sampel dengan T_{rc} pada 800, 850, 900°C dan Gambar 5.13 untuk sampel $Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba_2Cu_3O_{7-\delta}$ dengan T_{rc} pada 750°C.

Perbedaan hasil tersebut kemungkinan disebabkan oleh perbedaan ukuran partikel sampel Nd-123. Dari hasil karakterisasi TEM pada BAB 3 (Gambar 3.21) terlihat bahwa ukuran partikel sampel Nd-123 dengan perlakuan *mixing* selama 30

menit dengan T_{rc} pada 800 da n 900°C selama satu jam berada dalam skala ratusan nanometer. Sedangkan hasil karakterisasi TEM pada BAB 3 (Gambar 3.24) diperoleh ukuran partikel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dalam skala puluhan nanometer. Jadi sesuai dengan hasil penelitian yang diperoleh oleh A. Sundaresan (A. Sundaresan 2009) yang menyatakan bahwa bahan non magnetik yang berukuran nanometer akan memperlihatkan sifat ferromagnetik pada suhu ruang. Hasil tersebut juga sesuai dengan penelitian yang dilakukan oleh Rao dan kawan-kawan (A. Shipra 2007), bahwa superkonduktor YBCO (T_c \approx 91 K) dengan ukuran partikel pada skala nanometer memperlihatkan sifat feromagnetik pada suhu ruang, sedangkan superkonduktor YBCO dalam bentuk padatan (pelet) dengan ukuran partikel pada skala mikrometer memperlihatkan sifat paramagnetik.

Partikel nano memperlihatkan gejala feromagnetik lemah karena ada kekosongan oksigen pada permukaan yang menyebabkan terbentuknya momen magnetik (A. Sundaresan 2009). Sedangkan untuk membuktikan bahwa ada hubungan sifat magnetik dengan luas permukaan bahan, Sundaresan dan kawan-kawan (A. Sundaresan 2009) membandingkan partikel nano CeO₂ dalam bentuk serbuk (*powder*) dan bentuk padatan (pelet). Dari hasil *Field Emission Scanning Electron* (FESEM) terlihat bahwa pada sampel pelet terjadi aglomerasi partikel, yang berakibat semakin kecilnya jumlah kekosongan pada permukaan bahan. Dengan membandingkan hasil pengukuran histeresis kedua sampel, terlihat bahwa momen saturasi pada sampel yang sudah terjadi aglomerasi lebih rendah dibandingkan dengan sampel serbuk. Hal tersebut mengindikasikan bahwa hubungan antara ukuran partikel, kekosongan dan permukaan bahan dapat menghasilkan sifat magnetik yang berbeda.

Pengukuran VSM dilakukan untuk memperoleh informasi tentang magnetisasi saturasi (M_s), magnetisasi remanen (M_r) dan koersivitas magnetik (H_c) yang merupakan sifat kemagnetan bahan. Harga magnetisasi saturasi (M_s), magnetisasi remanen (M_r) dan koersivitas magnetik (H_c) ditunjukkan pada Tabel 5.4.





Gambar 5.11. Hasil karakterisasi VSM dari sampel Nd-123 pada suhu re-kalsinasi 750, 800 dan 900°C



Gambar 5.12. Hasil karakterisasi VSM sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dengan perlakuan *mixing* selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 800, 850 dan 900°C selama 30 menit



Gambar 5.13. Hasil karakterisasi VSM sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dengan perlakuan *mixing* selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 750°C

Tabel 5.4. Harga M_s, M_r dan H_c untuk sampel Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} dengan perlakuan *mixing* selama 24 jam dan suhu re-kalsinasi pada 750, 800, 850 dan 900°C

	Sampel Nd _{0,33} Eu _{0,33} Gd _{0,33} Ba ₂ Cu ₃ O _{7-δ}	M _s (emu/gr)	M _r (emu/gr)	H _c (Oe)
	$(t_s = 30 \text{ menit}, mixing = 24 \text{ jam})$	G G		
	$T_{s} = 750^{\circ}C$	1,25	0,0015	0,07
	$T_s = 800^{\circ}C$	0,275	0,0016	0,06
	$T_s = 850^{\circ}C$	0,25	0,0016	0,05
	$T_s = 900^{\circ}C$	0,23	0,0017	0,04
A	A G G	GAG		

Dari kurva magnetisasi sebagai fungsi medan magnetik luar dan dari data yang ditampilkan pada Tabel 5.4, terlihat ada perubahan kurva magnetisasi dengan penambahan suhu pemanasan dari 750°C sampai 900°C. Nilai M_s semakin kecil dengan penambahan suhu re-kalsinasi, yang mengindikasikan bahwa semakin besar T_{rc} maka nilai magnetisasi bahan jenuh dimana tidak mengalami perubahan dengan penambahan medan aplikasi menjadi semakin kecil. M_r yang merupakan magnetisasi sisa ketika medan aplikasi magnetik ditiadakan, nilainya semakin naik dengan penambahan T_{rc} . Besar kuat medan magnetik yang diaplikasikan untuk mengembalikan magnetisasi bahan menjadi nol dari keadaan termagnetisasi saturasi (H_c), nilainya menurun dengan penambahan T_{rc} .

Hasil tersebut sesuai dengan hasil karakterisasi TEM, dimana penambahan T_{rc} menyebabkan ukuran partikel semakin besar, dan berakibat koersif dan saturasi menurun karena partikel membentuk multidomain. Hasil yang sama diperoleh oleh Sundaresan dan kawan-kawan (A. Sundaresan 2009), dimana momen magnetik saturasi partikel nano berkurang dengan penambahan ukuran partikel.



BAB 6 KESIMPULAN DAN SARAN

6.1. Kesimpulan

Laporan disertasi secara keseluruhan merangkum tiga kelompok besar berdasarkan perbedaan perlakuan suhu pemanasan dan substitusi unsur yang diberikan pada proses sintesis. Kelompok *pertama*, sintesis sampel NdBa₂Cu₃O_{7- δ} dengan suhu re-kalsinasi antara 650-970°C (karakterisasi XRD, SEM, TEM). *Kedua*, sintesis sampel Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7- δ} dengan x = 0, 0,25, 0,5, 0,75 da n 1 dengan suhu re-kalsinasi 970°C (karakterisasi XRD, HRPD, SEM, SQUID). *Ketiga*, sintesis sampel REBa₂Cu₃O_{7- δ} dengan variasi unsur tanah jarang, masing-masing dengan suhu re-kalsinasi 970°C (karakterisasi XRD, SRD, SEM, SQUID). Proses pencocokan puncak difraksi (*search match*) menggunakan program *Match*! Sedangkan proses penghalusan parameterparameter pola difraksi (*refinement*) dilakukan dengan analisis *Rietveld* menggunakan program *Rietica* dan *FullProf*.

Berdasarkan hasil penelitian yang telah dilakukan di atas, maka dapat disimpulkan beberapa hal, yaitu

- Proses sintesis superkonduktor REBa₂Cu₃O₇₋₈ (RE=Y, Nd, Eu, Gd) dengan *wet-mixing method* dan HNO₃ sebagai pelarut telah berhasil memperoleh kristal REBa₂Cu₃O₇₋₈ dengan prosentase berat tertinggi sekitar 99,1 % (mendekati fasa tunggal).
- Penambahan unsur Nd pada superkonduktor Nd_xY_(1-x)Ba₂Cu₃O_{7-δ} dengan x = 0, 0,25, 0,5, 0,75 da n 1 menunjukkan bertambahnya nilai parameter kisi, volume sel satuan dan ortorombisitas. Urutan nilai parameter kisi, volume sel satuan dan ortorombisitas dari yang terkecil sampai terbesar adalah Y-123, Nd_{0,25}Y_{0,75}-123, Nd_{0,5}Y_{0,5}-123, Nd_{0,75}Y_{0,25}-123 dan Nd-123. Urutan tersebut merupakan kebalikan dari pergeseran sudut 20. Penambahan unsur Nd juga mengakibatkan migrasi oksigen yang diperlihatkan dengan berkurangnya faktor hunian oksigen (*occupancy*) pada posisi O(4). Penambahan unsur Nd pada superkonduktor Nd_xY_(1-x)-123 dapat meningkatkan nilai suhu kritis, rapat arus kritis dan sifat

ketahanan superkonduktor terhadap medan magnet. Suhu kritis dan rapat arus kritis sampel Nd_{0,25}Y_{0,75}-123 masing-masing adalah 90,5 K dan 4×10^4 A/cm², sedangkan suhu kritis dan rapat arus kritis sampel Nd_{0,5}Y_{0,5}-123 masing-masing adalah adalah 91,5 K dan 1×10^5 A/cm².

- 3. Kombinasi satu, dua dan tiga unsur RE (Nd, Eu, Gd) pada superkonduktor REBa₂Cu₃O_{7-δ} menghasilkan perubahan nilai parameter kisi serta volume sel satuan, dengan urutan dari terbesar sampai terkecil, yaitu Nd-123, Nd_{0,5}Eu_{0,5}-123, Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123, Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ}, Eu-123, Eu_{0,5}Gd_{0,5}-123 dan Gd-123. Urutan tersebut merupakan kebalikan dari pergeseran sudut 2θ yang diakibatkan oleh perubahan nilai parameter kisi. Suhu kritis dan sifat ketahanan superkonduktor terhadap medan magnet superkonduktor Gd-123 (93,6 K) lebih besar dibandingkan superkonduktor Eu-123 (92,5 K). Penggantian Nd dengan kombinasi dua dan tiga RE dapat meningkatkan baik suhu kritis maupun sifat ketahanan superkonduktor terhadap medan magnet dengan urutan dari terkecil sampai terbesar adalah Nd_{0,5}Gd_{0,5}-123 (88,5 K), Nd_{0,33}Eu_{0,33}Gd_{0,33}Ba₂Cu₃O_{7-δ} (92 K) dan Eu_{0,5}Gd_{0,5}-123 (93,1 K).
- 4. Proses sintesis dengan wet-mixing method dan HNO₃ sebagai pelarut, serta perlakuan mixing selama 24 jam pada suhu re-kalsinasi 700, 750, 800 dan 900°C telah menghasilkan sampel REBa₂Cu₃O_{7-δ} dengan ukuran partikel dalam skala nanometer. Sampel REBa₂Cu₃O_{7-δ} dengan ukuran partikel dalam skala nanometer (lebih kecil dari 50 nm) memperlihatkan sifat feromagnetik pada suhu ruang, sedangkan sampel dengan ukuran partikel lebih besar dari 100 nm memperlihatkan sifat paramagnetik.

6.2. Saran

Berdasarkan hasil penelitian yang telah diperoleh, beberapa hal dianggap penting untuk dilakukan penelitian lanjut, khususnya untuk sampel REBa₂Cu₃O₇₋₈.

- Dilakukan karakterisasi HRPD untuk sampel REBa₂Cu₃O_{7-δ} dengan satu, dua dan tiga kombinasi RE, sehingga diperoleh kandungan oksigen dan selanjutnya dapat dibandingkan dengan harga suhu kritis.
- 2. Pada proses sintesis perlu dilakukan penambahan waktu pengadukan, sehingga sampel yang dire-kalsinasi pada suhu tinggi (970°C) sampel mampu

memperlihatkan dua sifat magnetik yang berbeda, yaitu diamagnetik pada suhu rendah (≤ 77 K) dan feromagnetik pada suhu ruang.



DAFTAR PUSTAKA

- A. Bourdillon, N. X. Tan Bourdillon (1994), *High Temperature Superconductors : Processing and Science*, Academic Press, Inc.
- A. Ehmann, J.G., S. Kemmler-Sack, S. Losch, T. Rentschler, W. Wischert, P. Zoller, P. Kessler and H. Lichte (1993), *Superconductivity and substitution of Bi-1212*, Physica C 215 : p. 83-91.
- A. Fukunaga, S. Chu, M. E. McHenry and M. Nagumo (1999), *Synthesis, Structure, and Superconducting Properties of NbC Nanorods and N anoparticles*, Materials Transactions, JIM 40 : 118-122.
 - A. Hu, N. Sakai, H. Zhou, K. Inoue, N. Chikumuto, M. Murakami (2004), *Air processing* of ternary (Sm, Eu, Gd)Ba₂Cu₃O_{7-∂}, Physica C 402 : 127-135.
- A.I. Goldman, B.X. Yang, J. Tranquada, J.E. Crow, and C.S. Jee (1987), Phys. Rev. B 36, 7234.
- A. Kern, A. Geyer, W. Eysel, (1993), Miner, Petrog. Inst., Univ. Heidelberg, Germany, ICDD Grant-in-Aid.
- A. Knizhnik, G.E. Shter, G.S. Grader, G.M. Reisner, Y. Eckstein (2003), Interrelation of preparation conditions, morphology, chemical reactivity and homogeneity of ceramic YBCO, Physica C 400 : 25-35.
- A.K. Pradhan, M. Muralidhar, M. Murakami, N. Koshizuka (2000), Studies of flux pinning behavior in melt-processed ternary (Nd-Eu-Gd)Ba2Cu3Oy superconductors, Supercond. Sci. Technol. Vol. 13, No. 6 : 761-765.
- A.K. Saxena (2010), *High-Temperature Superconductors*, Springer Series in Materials Science.
- A. Shipra, Gomathi, A. Sundaresan, C.N.R. Rao (2007), *Room-temperature* ferromagnetism in nanoparticles of superconducting materials, Solid State Communications 142 : 685–688.
- A. Sundaresan, C.N.R. Rao (2009), Ferromagnetism as a universal feature of inorganic nanoparticles, Nano Today 4 : 96-106.

- B.A. Hunter (1997), Rietica for Windows versi 1.7.7.
- B.D. Cullity (1978), *Element of x-ray Diffraction*, Addison Wesley Publishing Company, Inc, Second Edition, England.
- B. Dwir, M. Affronte, D. Pavuna (1989), Evidence for enhancement of critical current by intergrain Ag in YBaCuO-Ag ceramics, Applied Physics Letters 55 : 399 401.
- B.K. Agarwal (1991), X-Ray Spectroscopy, Second Edition, Springer Verlag, Berlin.
- B.R. Lehndorff (2001), *High-Tc Superconductors for Magnet and Energy Technology*, Springer Verlag, Berlin.
- C. Cui, H. Mou, T. Wang, S. Li, J. Li, L. Hongyue, L. Zhou, X. Wu (1990), Critical currents in melt textured YBa₂Cu₃O_y superconductors, Cryogenics 30 : 603–605.
- C.D. Pemmaraju, S. Sanvito (2005), Phys. Rev. Lett. 94 : 217205.
- C.J. Rodriguez (Version 2001), An Introduction To The Program FullProf, Laboratoire Leon Brillouin (CEA-CNRS), France.
- C.P. Bean, (1964), Rev. Mod. Phys. 36, 31.
- C. Xu, A.H., M. Ichihara, N. Sakai, I. Hirabayashi, M. Izumi (2007), Enhanced flux pinning of air-processed Gd-123 by doping ZrO₂ nanoparticles, Physica C 460-462 : 1341-1342.
- C. Xu, A.H., M. Ichihara, N. Sakai, M. Izumi, I. Hirabayashi (2005), *Enhanced Jc in air*processed GdBa₂Cu₃O_{7-d} superconductors, Physica C :_Superconductivity 426-431 : p. 613-617.
- D. Dube, B. Champagne, Y. Le Page (1989), Materials Letters 8 : 283.
- D. Hughes (2001), *The critical current of superconductors : an historical review*, Low Temperature Physics 27 : 9-10.
- D.K. Fork, D.B. Fenner, R.W. Barton, Phillips, M. Julia, G.A.N. Connell, J.B. Boyce,
 T.H. Geballe (1990), *High critical currents in strained epitaxial YBa₂Cu₃O_{7-d} on Si*,
 Applied Physics Letters 57 : 1161 1163.
- D.P. Young, D.Hall, M.E. Torelli, Z. Fisk, J.L. Sarrao, J.D. Thompson, H.R. Ott, S.B. Oseroff, R.G. Goodrich, R. Zysler (1999), Nature 397 : 412.
- E. Antipov, A. Abakumov (1994), ICDD Grant-in-Aid, Moscow State Univ., Russia.

- E. Ban, Y.I., Y. Matsuoka, G. Nishijima, K. Watanabe (2007), *Microstructures and critical density of filamentary Eu-Ba-Cu-O with Zr and Z n additions*, Physica C : Superconductivity 463-465 : p. 554-558.
- H. Gu, P.L.Ho, K.W.T. Tsang, L. Wang, B, Xu, J. Am (2003), Chem. Soc. 125 : 15702.
- H. Putz, K. Brandenburg GbR (2012), Molecular Structure Visualization Version 3.2 (crystal impact).
- H. Salamati, P.Kameli (2003), *Effect of deoxygenation on the weak-link behavior of* $YBa_2Cu_3O_{7-\delta}superconductors$, Solid State Communications 125 : 407–411.
- H. Salamati, P.Kameli (2004), *The effect of Bi-2212 phase on the weaklink behavior of Bi-2223 superconductors*, Physica C : Superconductivity 403 : 60–66.
- H. Walter, M.P.D., B. Bringmann, A. Leenders and H.C. Freyhardt (2000), *Melt-textured YBaCuO with High Trapped Fields up t o 1.3 T at 77 K*, Journal of Materials Research 15 : 1231-1234.
 - J.G. Bednorz, K.A. Muller (1987), Phys. B 64 : 189.
 - J. Halbritter (1992), On extrinsic effects in the surface impedance of cuprate superconductors by weak links, Journal of Applied Physics 71 : 339 343.
 - J. Kaduk, Y.M. Chen (1994), Amoco Corporation, Naperville, IL, USA.
 - J. Maguire, D.F., J. Yuan, D. Lindsay, D. Knoll, S. Bratt, Z. Wolff, S. Kurtz (2009), Development and Demonstration of a Fault Current Limiting HTS Cable to be Installed in the Con Edison Grid, IEEE Trans. Appl. Supercond. 19 : 1740.
- J. Thompson, Fitz Gerald, J., Withers, R., Barlow, P., Anderson, J. (1989), Mater. Res. Bull. 24 : 505.
- J.Q. Dai, Z.X. Zhao., A. Hu (2004), Melt processing and superconducting properties of single- domain GdBa₂Cu₃O_y, (Sm_{0.5}Gd_{0.5})Ba₂Cu₃O_y and (Sm_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33})Ba₂Cu₃O_y superconductors fabricated in air, Physica C 406 : 63-71.
- K.C. Chung, S.C. Choi., H.S. Kim, B.S. Lee, S.M. Ihm, D. Youm (2003), Growth properties and critical current measurements of $Sm_{1+x}Ba_{2-x}Cu_3O_{7-0}$ films on biaxially textured Ni tapes, Physica C 384 : 291-296.

- K. Ogasawara, N.Sakai, M. Murakami (2000), Structure of subgrains in large single-grain RE-Ba-Cu-O (RE=Y, Sm, Nd) bulk superconductors, J. Cryst. Growth (Proceedings of the first Asian Conference on Crystal Growth and Crystal Technology, Sendai, Japan Vol. 229, No. 1-4 : 358-364.
- K. Skold, D.L. Price (1986), Neutron Scattering, Academic Press, Inc 23.
- L.C. Pathak, S.K. Mishra, S.K. Das, D. Bhattacharya, K.L. Chopra (2001), Effect of sintering atmosphere on t he weak-link behaviour of YBCO superconductors, Physica C: Superconductivity 351 : 295–300.
- L.J. Sun, C.Y. Tang, X. Yao, Y. Jiang (2007), *Melt-textured growth of NdBCO bulk seeded* by NdBCO thin film, Physics C 460-462 : 1339-1340.
- L. Rostila, J. Lehtonen, M. Masti, N. Lallouet, J.M. Saugrain, A. Allais, K. Schippl,, G. B.
 F. Schmidt, G. Marot, A. Ravex, A. Usoskin, F. Gomory, B. Klinc'ok, J., et al. (2006), *Design of a 30 m long 1 kA 10 kV YBCO cable*, Supercond. Sci. Technol. 19:418.
- M.A. Omar (1974), *Elementary Solid State Physics*, World Student Series Edition Addison-Wesley Publishing Company.
- M. Inagaki, M. O. (2006), Internal friction and oxygen migration in $Nd_xY_{1-x}Ba_2Cu_3O_y$ (x=0.0-1.0) superconductors at low frequencies, Journal of Alloys and Compounds 408-412 : p. 223-225.
- M.I. Petrov, D.A. Balaev, Y.S. Gokhfeld, A.A. Dubrovskiy, K.A. Shaykhutdinov (2007), *Enhancement of pinning in cerium doped* Y_(1-x)Ce_xBa₂Cu₃O₇ HTSC, Physica C 460-462 : 1192-1193.
- M. I. Youssif, A.A. Bahgat, I.A. Ali (2000), *AC Magnetic Susceptibility Technique for the Characterization of High Temperature Superconductors*, Egypt. J. Sol. Vol. 23 No. 2 : 231-250.
- M.J. Kramer, A. Karion, K.W. Dennis, M. Park, and R.W. Mccallum (1994), Enhanced Superconductivity in $Nd_{1+x}Ba_{2-x}Cu_3O_{7+\delta}$ by Low Oxygen Partial Pressure Annealing, Journal of Electronic Materials 23 : 11.
- M.K. Wu, J.R. Ashburn, C.J. Torny, P.H. Hor, R.L. Meng, L. Gao, Z.J. Huang, Y.Q. Wang and C.W. Chu (1987), Phys. Rev. Lett. 58 : 908.

M. Machida, K. Yasuoka, K. Eguchi, H. Arai (1991), Solid State Chem. 91 : 176.

- M. Murakami, M.R. Koblischka (2003), Magnetic Properties of Superconducting and Nonsuperconducting $(Nd_{0.33}Eu_{0.33}Gd_{0.33})Ba_2Cu_3O_y$, Journal of Superconductivity : 415-419.
- M. Muralidhar, N.S., M. Jirsa, M. Murakami, N. Koshizuka, I. Hirabayashi (2005), *Analysis of mixed ternary LREBa₂Cu₃O_y nano-structures by STM and TEM*, Physica C 426-431 : 196-201.
- M. Muralidhar, N.Sakai, M. Nishiyama, M. Jirsa, T. Mahi, M. Murakami (2003), *Pinning characteristics in chemically modified (Nd,Eu,Gd)-Ba-Cu-O superconductors*, Appl.Phys. Letters 82, No. 6 : 943-945.
- M.R. Koblischka, A. Koblischka-Veneva, E.S. Reddy, G.J. Schmitz, K. Ogasawara, M. Murakami (2003), Orientations of Y₂BaCuO₅ and YBCO within melt-textured and directional solidified samples studied by EBSD, Physica C 392–396 : 589–595.
- M.R. Koblischka, M.M., Masato Murakami (2000), *Flux pinning sites in melt-processed* (*Nd*_{0.33}*Eu*_{0.33}*Gd*_{0.33})*Ba*₂*Cu*₃*O*_y superconductors, Physica C: Superconductivity 337 : p. 31-38.
- M.R. Koblischka, M. Winter, P. Das, U. Hartmann, A. Koblischka-Veneva, F. Mucklich (2008), *Nanostripes in GdBa*₂ Cu_3O_x high-Tc superconductors, Materials Science and Engineering B.

M. Tomita, M. Murakami (2003), Nature 421 : 517.

- N. Hari Babu, K. Iida, Y. Shi, D.A. Cardwell (2006), Processing of high performance (LRE)-Ba-Cu-O large, single-grain bulk superconductors in air, Physica C 445-448 : 286-290.
- N. Ogawa, I. Hirabayashi, S. Tanaka (1991), Preparation of a hi gh-Jc YBCO bulk superconductor by the platinum doped melt growth method, Physica C : Superconductivity 177 : 101–105.
- N. Mori, K. Dateki, T. Hirao, K. Ogi (2006), Growth of faceted 123 c rystals in superconductive YBCO/Ag composites fabricated by infiltration-growth method, Physica C 445-448 : 308-311.

- N. Sakai, K. Inoue, S. Nariki, A. Hu, M. Murakami, I. Hirabayashi (2005), *Experiment for* growing large Gd-Ba-Cu-O-Ag bulk superconductor, Physica C 426-431 : 515-519.
- N. Sakai, S. Nariki, K. Nagashima, M. Miryala, M. Murakami, I. Hirabayashi (2007), Magnetic properties of melt-processed large single domain Gd-Ba-Cu-O bulk superconductor 140 mm in diameter, Physica C 460-462 : 304-309.
- N. Wong, H. McMurdie, B. Paretzkin, C. Hubbard, A. Dragoo (1987), ICDD Grant-in-Aid, NBS (USA).
- N. Wong, H. McMurdie, B. Paretzkin, C. Hubbard, A. Dragoo (1988), ICDD Grant-in-Aid, NIST (USA).
- N. Wong, B. Paretzkin (1991), Private Communication.
- P. Benzi, E. Bottizzo, N. Rizzi (2004), *Oxygen determination from cell dimensions in YBCO superconductors*, Journal of Crystal Growth 269 : 625-629.
- P. Diko (2006), *Microstructural limits of TSMG REBCO bulk superconductors*, Physica C 445-448 : 323-329.
- P. Esquinazi, A. Setzer, R. H[°]ohne, C. Semmelhack, Y. Kopelevich, D. Spemann, T. Butz, B. Kohlstrunk, M. L[°]osche (2002), Phys. Rev. B 66 : 024429.
- P. McGinn, W. Chen, N. Zhu, M. Lanagan, U. Balachandran (1990), *Microstructure and critical current density of zone melt textured YBa*₂Cu₃O_{6+x}, Applied Physics Letters 57 : 1455 1457.
- P. Schätzle, W. Bieger, U. Wiesner, P. Verges and G. Krabbes (1996), Melt processing of (Nd, Y)BaCuO and (Sm, Y)BaCuO composites, Superconductor Science and Technology 9: 869.
- P. Tixador, (2010), *Development of superconducting power devices in Europe*, Physica C 470 : 971-979.
- Q.R. Zhang, Z.A. Xu, J.S. Wang, M.Q. Tan, M.H. Fang, H. Zhang, Z.H. He (1993), Chin. Sci. A23 : 409.
- R.D. Shannon (1976), Revised effective ionic radii and systematic studies of interatomic distances in Halides and Chalcogenides, Acta Cryst A32 : 751-767.
- R.H. Kodama, S.A. Makhlouf, A.E. Berkowitz (1997), Phys. Rev. Lett. 79: 1393.

- R. Shpanchenko, E. Antipov, A. Abakumov, L. Lykova, L. Kovba (1988), Vestn. Mosk. Uni., Ser. 2 : Khim. 29, 589.
- R.W. Chantrell, K. O'Geady, in:R.Gerber, C.D. Wright, G. Asti (Eds.) (1994), Applied Magnetism, Kluwer Academic Publishers, Dordrecht : p.113.
- S. Elschner, S. Gauss (1992), Supercond. Sci. Technol 5 : 300.
- S. Eriksson, L.G. Johansson, L. Borjesson, M. Kakihana (1989), Physica C : Superconductivity 162, 59.
- S. Haindl, M. Eisterer, N. Horhager, H.W. Weber, H. Walter, L. Shlyk, G. Krabbes, N. Hari Babu, D.A. Cardwell (2005), *Novel methods to characterize bulk RE-BCO superconductors*, Physica C 426-431 : 625-631.
- S. Haindl, M. Kidszun, A. Kauffmann, K. Nenkov, N. Kozlova, J. Freudenberger, T. Thersleff, J. Hänisch, J. Werner, E. Reich,L. Schultz, and B. Holzapfel (2010), *High Upper Critical Fields and Evidence of Weak-Link Behavior in Superconducting LaFeAsO*_{1-x}F_x Thin Films, Phys. Rev. Lett. 104.
- S.I. Yoo, N. Sakai, H. Takaichi, T. Higuchi, and M. Murakami (1994), *Melt processing for obtaining NdBa*₂Cu₃O_y superconductors with high Tc and large Jc, Appl. Phys. Lett. 65 : 633.
- S. Mukoyama, M.Y., N. Hirano, N. Amemiya, N. Kashima, S. Nagaya, T. Izumi, Y. Shiohara (2007), *Study of an YBCO HTS transmission cable system*, Physica C: Superconductivity 463-465 : p. 1150-1153.

S. Nariki, N. Sakai, M. Murakami (2005), Supercond. Sci. Technol. 18 : S126.

S. Nariki, N. Sakai, M. Murakami, I. Hirabayashi (2006), Fabrication and superconducting properties of Gd-Ba-Cu-O single-grain bulk with barium cerate addition, Physica C 445-448 : 291-294.

S. Pratapa, B.O. Connor, B. Hunter (2002), *A comparative study of single-line and Rietveld strain-size evaluation procedures using MgO ceramics*, Appl. Cryst. 01 35 : 35.

S. Suzuki, M. Suzuki, J. Walter (2001), Superconductivity and magnetism in tantalumgraphite multilayers based on natural graphite, Solid State Communications 118 : 523-527.

- S. Suasmoro, M.F.K., A. Khafi, G. Trolliard, D.S. Smith, J.P. Bonnet (2012), *Microstructural and electrical characterization of bulk YBa*₂Cu₃O_{7-d} ceramics, Ceramics International 38 : p. 29-38.
- S.Y. Chen, Y.S. Hsiao, C.L. Chen, D.C. Yan, I.G. Chen, M.K. Wu (2008), Remarkable peak effect in Jc(H, T) of Y-Ba-Cu-O bulk by using infiltration growth (IG) method, Materials Science and Engineering B 151 : 31-35.
- T. Chatterji (2006), Neutron Scattering fron Magnetic Materials, Institut Laue-Langevin, France.
- T.Goto, E. Sato, K. Watanabe, G. Nishijima, Y. Matsui, T. Nagai, C. Tsuruta (2005), High critical-current density and ultra high-voltage TEM study of filamentary 0,1 at % Zr-doped (Nd_{0.33}Eu_{0.38}Gd_{0.28})Ba₂Cu₃O_x superconductors, Physica C 425 : 166-170.
- T. Nevriva, P. Holba, S.Durcok, D.Zemanova, E.Pollert and A.Trisk (1989), Physica C 157 : 334.
- T. Rentschler, S.K.S., P. Kessler and H. Lichte (1994), Superconducting properties of Pbfree and Pb-substituted bulk ceramics of Bi-2212 cuprates, Physica C 219 : p. 167-175.
- T. Sekitani, N.M., S. Ikeda, Y.H. Matsuda, Y. Shiohara (2004), Upper critical field for optimally-doped YBa2Cu3O7-δ, Physica B: Condensed Matter 346-347 : 319-324.
- V.A. Drozd, I.I. Baginski, S.A. Nedilko, V.S. Mel'nikov (2004), Oxygen stoichiometry and structural parameters of $Sm_{1+x}Ba_{2-x}Cu_3O_y$ solid solutions versus composition and temperature, Journal of Alloys and Compounds 384 : 44-50.
- W. Bieger, U. Wiesner, G. Krabbes, P. Schätzle, A. Bauer, P. Verges and L. Zelenina (1996), *Melt texturing and properties control of* $Nd_{1+y}Ba_{2-y}Cu_3O_x$ *bulk materials*, Journal of Low Temperature Physics 105 : 1445-1450.
- W.G. Suharta, D. Darminto, S. Suasmoro (2007), *Optimasi doping Pt dan Ce pada sintesis* superkonduktor (NEG)_{1+x}Ba_{2-x}Cu₃O_{7-d} dengan inklusi fase (NEG)₂BaCuO_{5-d} menggunakan metode OCMTG, Laporan Hibah Pekerti 2007.
- W.M. Woch, R. Zalecki, A. Kolodziejczyk, H. Sudra, G. Gritzner (2008), Magnetic susceptibility and critical currents of $(Tl_{0.5}Pb_{0.5})Sr_2(Ca_{0.9}Gd_{0.1})Cu_2O_y$ superconductor, Materials Science-Poland 26 : 4.

- W. Schreiner (1994), ICDD Grant-in-Aid, IC Laboratories, Katonah, NY, USA.
- X. Chen, W. Eysel (1995), ICDD Grant-in-Aid, Mineral-Petrograph Inst., Univ. Heidelberg, Germany.
- X.D. Wu, S.R. Foltyn, P. Arendt, J. Townsend, C. Adams, I.H. Campbell, P. Tiwari, Y. Coulter, D.E. Peterson (1994), *High current YBa*₂Cu₃O_{7-δ} thick films on flexible nickel substrates with textured buffer layers, Applied Physics Letters 65 : 1961 1963
- X.D. Wu, R.E. Muenchausen, S. Foltyn, R.C. Estler, R.C. Dye, A.R. Garcia, N.S. Nogar, P. England, R. Ramesh, D.M. Hwang, T.S. Ravi, C.C. Chang, T. Venkatesan, X.X. Xi, Q. Li, A. Inam (1990), *Large critical current densities in YBa*₂Cu₃O_{7-x} thin films made at high deposition rates, Applied Physics Letters 57 : 523 525.
- Y. Kimura, H. Matsumoto, H. Fukai, N.Sakai, I. Hirabayashi, M. Izumi, M. Murakami (2006), *Pulsed field magnetization for Gd-Ba-Cu-O superconductors impregnated with Bi-Sn-Cd alloy*, Physica C 445-448 : 408-411.
- Y. Li, R. Duan, X. Xiong, B. Wang, G. Cao, L. Wei, D.N. Zheng, Z.X. Zhao, J.H. Ross (2004), Positron annihilation study of the O-T phase transition for $Eu_{1+x}Ba_{2-x}Cu_3O_{7-d}$ superconductors, Physica C 402 p. 179-187.
- Y.L. Jiao, L. Xiao, H.T. Ren, M.H. Zheng, Y.X. Chen (2003), *Jc–B characteristics for bulk single domain YBCO superconductors*, Physica C 386 : 266–270.
- Y. Nakamura, A. Shibusawa, H. Kobayashi, R. Inada, A. Oota (2007), Evaluation of defects in RE123 superconductors from magnetic field mapping by transport current, Physica C 463-465 : 707-711.
- Y. Shi, N. Hari Babu, K. Iida, D.A. Cardwell (2006), *The influence of Nd-Ba-Cu-Ma-O generic seed crystal composition on Tc of seeded, bulk (RE)-Ba-Cu-O grains*, Physica C 445-448 : 295-298.
- Y.Y. Chen, S.J. Jang, C.R. Wang, H.D. Yang (2005), Superconductivity in CeCo₂ nanoparticles, Physica B : Condensed Matter 359-361 : 497-499.
 Y. Zhao, Q. R. Zhang (1990), Prog. Phys. 10 : 421.
Lampiran 1 Contoh hasil pencocokan (*search match*) XRD, HRPD, SRD

Hasil pencocokan (*search match*) karakterisasi XRD sampel NdBa₂Cu₃O_{7- δ} (T_{rc}=920°C) menggunakan program *Match*.



Hasil pencocokan karakterisasi spectrum HRPD sampel Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba₂Cu₃ O₇₋₈ dengan menggunakan program *Match*.



Hasil pencocokan karakterisasi spektrum SRD sampel Eu_{0,5}Gd_{0,5}Ba₂Cu₃O₇ dengan menggunakan program *Match*.





Lampiran 3

Contoh hasil refinement untuk parameter kisi (XRD)



Data kristalografi hasil *refinement* karakterisasi XRD sampel Nd_{0,25}Y_{0,75}Ba₂Cu₃O₇₋₈



DAFTAR RIWAYAT HIDUP



Chiba University, Desember 2010

- 1. Nama
- 2. NRP
- 3. NIP
- 4. Tempat/Tanggal lahir
- 5. Program Studi
- 6. Pekerjaan
- 7. Alamat Kantor
- 8. Alam<mark>at R</mark>umah
- 9. Tlp. Rumah/HP/email
- 10. Diterima di ITS

- : Wayan Gede Suharta : 1107301202
- : 196506161992031002
- : Gi<mark>anya</mark>r/16 Juni 1965
- : S3 Fisika

: Dosen Fisika FMIPA Universitas Udayana : Jurusan Fisika FMIPA UNUD Kampus Bukit Jimbaran Bali

: Jl. Nusa Indah 7, Br. Tarukan, Mas, Ubud, Gianyar, Bali

: 0361 974571 / 081337254282 / wgsuharta@gmail.com

: Semester genap 2007/2008

11. Riwayat Pendidikan

: S1-Fisika, FMIPA Universitas Airlangga (UNAIR) Surabaya 1991 S2-Fisika, FMIPA Institut Teknologi Bandung (ITB) 1997 S3-Fisika, FMIPA Institut Teknologi Sepuluh Nopember (ITS) 2007-sekarang

Dari kontribusi penelitian yang telah diuraikan di atas, beberapa hal telah diimplementasikan dalam penulisan jurnal nasional maupun internasional, proceeding, poster dan seminar internasional yaitu :

Jurnal Internasional

- W.G. Suharta, H. Mugirahardjo, S. Pratapa, D. Darminto, S. Suasmoro, X-ray and high-resolution neutron diffraction studies on Nd_xY_{1-x}Ba₂Cu₃O_{7-δ} superconductors, J. Supercond. Nov. Magn., Vol. 26, Issue 11 (2013), p. 3209-3214.
- 2. W.G. Suharta, S. Pratapa, D. Darminto, S. Suasmoro, Structural and superconducting aspects in $REBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ (RE = Nd, Gd, Eu) superconductors prepared by wet-mixing method and varying sintering temperature, The 2nd International Conference on Theoretical and Applied Physics (ICTAP-2012), 19-20 2012.

Jurnal Nasional

I Made Hardiyasa, W.G. Suharta, Andika Fajar, D. Darminto, *Studi difraksi sinar-X dan neutron pada superkonduktor NdBa*₂Cu₃O₇₋₈, Jurnal Sains Materi Indonesia, Indonesian Journal of Materials Science, Edisi khusus Desember 2009, hal. 94-99.

Seminar Nasional/Internasional

1. W.G. Suharta, S. Pratapa, D. Darminto, S. Suasmoro, Synthesis of $NdBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ superconductors using wet chemical method and v arying

sintering temperature, Presenter pada International Symposium on Advanced Materials and Applications (ISAMA 2010), 6 Oktober 2010, ITS Surabaya.

W. G. Suharta, S. Pratapa, D. Darminto, S. Suasmoro, Synthesis of Nd_{1-x}Y_xBa₂Cu₃O_{7-δ} oxide by wet-chemical method, Presenter pada International conference on physics and its applications (ICTAP 2011), 10-11 November 2011, ITB Bandung.

 Eri Sri Palupi, W.G. Suharta, Andika Fajar, D. Darminto, Crystal diffraction of GdBa₂Cu₃O_{7-δ}, YBa₂Cu₃O_{7-δ}, and (Eu_{0.5}Gd_{0.5})Ba₂Cu₃O_{7-δ} superconductors, Poster pada International Symposium on Advanced Materials and Applications (ISAMA 2010), 6 Oktober 2010, ITS Surabaya.

I Made Hardiyasa, W.G. Suharta, Andika Fajar, Darminto, Crystal diffraction of NdBa₂Cu₃O_{7-δ}, YBa₂Cu₃O_{7-δ}, and (Nd_{0.5}Gd_{0.5})Ba₂Cu₃O_{7-δ} superconductors, Poster pada International Symposium on Advanced Materials and Apllications (ISAMA 2010), 6 Oktober 2010, ITS Surabaya.

