

Jens Hänisch

**Strombegrenzende Mechanismen  
in  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$ -Dünnschichten  
und -Quasimultilagen**



Cuvillier Verlag Göttingen

# **Strombegrenzende Mechanismen in $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$ - Dünnschichten und -Quasimultilagen**

Dissertation  
zur Erlangung des akademischen Grades  
Doktor rerum naturalium  
Dr. rer. nat.

vorgelegt von  
**Jens Hänisch (Diplomphysiker)**  
geboren am 6. Juni 1975 in Schlema

an der  
Fakultät Mathematik und Naturwissenschaften  
der Technischen Universität Dresden  
2005

## **Bibliografische Information Der Deutschen Bibliothek**

Die Deutsche Bibliothek verzeichnet diese Publikation in der Deutschen Nationalbibliografie; detaillierte bibliografische Daten sind im Internet über <http://dnb.ddb.de> abrufbar.

1. Aufl. - Göttingen : Cuvillier, 2006  
Zugl.: (TU) Dresden, Univ., Diss., 2005  
ISBN 3-86537-728-9

1. Gutachter: Prof. L. Schultz
2. Gutachter: Prof. J. Wosnitza
3. Gutachter: Prof. B. Mönter

Eingereicht am: 23. Mai 2005

Tag der Verteidigung: 20. Oktober 2005

© CUVILLIER VERLAG, Göttingen 2006  
Nonnenstieg 8, 37075 Göttingen  
Telefon: 0551-54724-0  
Telefax: 0551-54724-21  
[www.cuvillier.de](http://www.cuvillier.de)

Alle Rechte vorbehalten. Ohne ausdrückliche Genehmigung des Verlages ist es nicht gestattet, das Buch oder Teile daraus auf fotomechanischem Weg (Fotokopie, Mikrokopie) zu vervielfältigen.

1. Auflage, 2006  
Gedruckt auf säurefreiem Papier

ISBN 3-86537-728-9

## **Kurzfassung**

In der vorliegenden Arbeit werden elektrische Transporteigenschaften und die maximale Stromtragfähigkeit von  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$ -Dünnschichten und -Schichtsystemen, die mit Hilfe der gepulsten Laserdeposition sowohl auf einkristallinem Substrat,  $\text{SrTiO}_3$ , als auch auf biaxial texturierten Ni-Bändern deponiert wurden, untersucht.

Da in kleinen Magnetfeldern Kleinwinkelkorngrenzen die kritische Stromdichte in Bandleitern begrenzen, in höheren jedoch die Pinningeigenschaften der Körner, gliedern sich diese Untersuchungen in zwei Teile:

Im ersten wird die Limitierung der kritischen Stromdichte  $j_c$  durch Korngrenzen und Korngrenzenetzwerke näher untersucht, wobei besonders Geometrieinflüsse, wie die Leiterbahnbreite oder das Aspektverhältnis der Körner, interessieren. Im zweiten wird eine mögliche Erhöhung der kritischen Stromdichte durch verschiedene Dotierungen (atomare Dotierung: Zn, Ausscheidungsdotierung:  $\text{BaMO}_3$ ,  $M$  Metall) erörtert. Dabei ist nicht nur das Irreversibilitätsfeld interessant, sondern auch das Pinningverhalten in sehr kleinen Magnetfeldern, da so die Pinningmechanismen in Dünnschichten besser verstanden werden können.

## **Abstract**

In this work, electrical transport properties and the maximum current carrying capability of  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$  thin films and so called quasi-multilayers are investigated. These samples are prepared with pulsed laser deposition on single-crystalline substrates ( $\text{SrTiO}_3$ ) as well as on biaxially textured Ni tapes.

The critical current density of coated conductors is limited by small-angle grain boundaries in low magnetic fields, but by the intra-grain pinning properties in higher magnetic fields. Accordingly, these investigations are divided into two parts:

In the first part, the limitation of the critical current density by grain-boundaries and grain boundary networks is investigated with the main focus on the influence of geometrical factors such as the conductor width or the grain aspect ratio. In the second part, a possible enhancement of the critical current density due to different doping types (atomic doping using Zn and precipitate doping using  $\text{BaMO}_3$  where  $M$  is a transition metal) will be discussed. Here, not only the irreversibility field but also the pinning behaviour in very low magnetic fields is of interest to better understand the pinning mechanism of thin films.



# Inhaltsverzeichnis

<b>Einleitung</b>	<b>7</b>
<b>1 Der Hochtemperatursupraleiter <math>\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}</math></b>	<b>9</b>
1.1 Von Supraleitung zu Supraleitern . . . . .	9
1.2 Kristallographische und elektrische Eigenschaften . . . . .	11
1.3 $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$ -Bandleiter . . . . .	15
<b>2 Stromtransport in HTSL-Dünnschichten</b>	<b>18</b>
2.1 Thermische Aktivierung . . . . .	18
2.1.1 Das Anderson-Kim-Modell . . . . .	19
2.1.2 Pinningzentren in HTSL-Dünnschichten . . . . .	22
2.1.3 Anisotropie der elektrischen Eigenschaften . . . . .	23
2.2 Korngrenzen in Hochtemperatursupraleitern . . . . .	25
2.2.1 Struktur der Korngrenzen . . . . .	25
2.2.2 Begrenzung der kritischen Stromdichte . . . . .	26
2.2.3 Transporteigenschaften von HTSL-Korngrenzen . . . . .	30
2.2.4 Kritische Stromdichte in Korngrenzennetzwerken . . . . .	32
<b>3 Schichtpräparation</b>	<b>38</b>
3.1 Laserdeposition von Y123-Dünnschichten . . . . .	38
3.2 Dünnschichtcharakterisierung . . . . .	41
3.2.1 Textur . . . . .	41
3.2.2 Oberflächenbeschaffenheit . . . . .	44
3.2.3 Induktive $j_c$ - und $T_c$ -Messung . . . . .	45
3.3 Strukturierung und Kontaktierung . . . . .	46
<b>4 Elektrischer Transport in Korngrenzennetzwerken</b>	<b>48</b>
4.1 Untersuchungen an Einzelkorngrenzen . . . . .	48
4.1.1 Vollständige $E(j)$ -Kennlinien . . . . .	48
4.1.2 $J_c(H)$ -Hysterese an Korngrenzen . . . . .	49

4.2	Das Crossover-Feld . . . . .	50
4.3	$J_c$ -Abhängigkeit von geometrischen Faktoren . . . . .	51
4.3.1	Die Leiterbahnbreite . . . . .	54
4.3.2	Das Aspektverhältnis der Körner . . . . .	59
<b>5</b>	<b>Pinning in Y123-Dünnschichten</b>	<b>63</b>
5.1	Magnetfeldabhängigkeit der kritischen Stromdichte . . . . .	63
5.1.1	Kritische Stromdichte in kleinen Magnetfeldern . . . . .	63
5.1.2	Das Irreversibilitätsfeld . . . . .	69
5.2	Zn-Dotierung . . . . .	74
5.3	Quasimultilagen – Pinning durch Nanopartikel . . . . .	79
5.3.1	$BaIrO_3$ . . . . .	79
5.3.2	$BaMO_3$ , $M = Ti, Zr, Hf$ . . . . .	83
5.3.3	Anisotropie in Quasimultilagen . . . . .	88
<b>6</b>	<b>Zusammenfassende Diskussion und Ausblick</b>	<b>90</b>
	<b>Literaturverzeichnis</b>	<b>93</b>
	<b>Eigene Veröffentlichungen</b>	<b>111</b>
	<b>Danksagung</b>	<b>113</b>

# Einleitung

Seit ihrer Entdeckung Ende der 80er Jahre des 20. Jh. werden die Hochtemperatursupraleiter (HTSL) hinsichtlich ihrer elektrischen Eigenschaften und möglicher Anwendungen untersucht. Eine besondere Rolle kommt dabei  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$  (Y123) zu. Es zeigt bei hinreichend hoher kritischer Temperatur  $T_c$  (92 K) eine vergleichsweise geringe Anisotropie und ist damit ein vielversprechender Kandidat für den Stromtransport in Magnetfeldern bei 77 K, dem Siedepunkt des Stickstoffs. Voraussetzung für verlustfreien Stromtransport in Supraleitern II. Art, wie den Hochtemperatursupraleitern, ist allerdings das Verankern (*Pinnen*) der Flußlinien. Zur Struktur des Flußliniengitters und zu Pinningmechanismen in Hochtemperatursupraleitern gibt es seit vielen Jahren zahlreiche Untersuchungen. Manches ist wohletabliert, wie das kollektive Pinning an Sauerstoffleerstellen, anderes noch in der Diskussion, wie das Schmelzen des Flußliniengitters und die Existenz verschiedener Phasen. Speziell das Pinning in Dünnschichten dieser Materialien ist in letzter Zeit wieder verstärkt untersucht worden [Dam99, Fed02].

Sehr bald nach der Entdeckung der HTSL war jedoch klar, daß Korngrenzen in HTSL den Suprastromfluß behindern [Dim88]. Die kritische Stromdichte fällt exponentiell mit dem Mißorientierungswinkel. Die Gründe hierfür werden in Abschnitt 2.2 behandelt. Dieser Effekt wirkt sich einerseits störend beim Stromtransport aus, kann aber andererseits als Josephson-Effekt nutzbar gemacht werden. Deshalb ist auch zu Korngrenzen in Hochtemperatursupraleitern viel untersucht und veröffentlicht worden (für eine gute Übersicht zu diesem Gebiet siehe z. B. [Hil02]). Für die Herstellung von Kabeln aus Y123 heißt dies, daß eine scharfe Textur erreicht werden muß, um besonders Großwinkelkorngrenzen zu vermeiden. Die *Powder-in-tube*-Methode, wie für klassische Supraleiter oder auch die wismutbasierten HTSL angewandt, ist hier nicht möglich. Eine Variante sind die *RABiTS*-Bänder (*rolling assisted biaxially textured substrates*), Metallbänder mit Rekristallisationstextur (Würfeltextur), auf denen geeignete Pufferschichten und die supraleitende Schicht epitaktisch aufgebracht werden. Diese Bandleiter werden in Abschnitt 1.3 näher vorgestellt.

Fernández *et al.* [Fer04] konnten zeigen, daß in den Korngrenzenetzwerken solcher Bänder die kritische Stromdichte nur unterhalb eines von Temperatur, Textur und Pinningeigenschaften abhängigen Magnetfeldes, des *Crossover*-Feldes  $H_{cr}$ , durch die Korngrenzeigenschaften begrenzt wird. In jener Arbeit deutete sich schon an, daß die mittlerweile erreichbaren Texturen so wohldefiniert sind, daß in Magnetfeldern oberhalb von rund 1 T bei 77 K die verbliebenen Korngrenzen prak-



tisch keine Rolle mehr spielen. So kann es nicht verwundern, daß trotz vieler Arbeiten zu diesem Thema in den Anfangsjahren der HTSL die Flußverankerung in den HTSL-Schichten heute wieder vermehrt an Aufmerksamkeit gewinnt, wobei vielfältig Ergebnisse an Volumenproben, seien es Zn-Dotierung, Mischreihen (bzw. Multilagen) mit Seltenen Erden [Cai04c, Cai04b] oder Zweitphasen, wie  $Y_2BaCu_5$  (Y211) [Hau04] oder  $CeO_2$  [Bar04], auf Dünnschichten übertragen werden.

Die vorliegende Arbeit, die im Rahmen eines Projekts zur Entwicklung von Bandleitern (*coated conductors*) entstanden ist und sich mit der Verbesserung der Stromtragfähigkeit in diesen beschäftigt, untersucht konsequenterweise sowohl den Einfluß der Korngrenzen und ihrer Geometrie auf den Stromfluß als auch eine mögliche Erhöhung der kritischen Stromdichte durch verschiedene Dotierungen. Nach einer Begriffsbestimmung in Kap. 1 werden Grundlagen des Stromtransports in Hochtemperatursupraleitern und über Korngrenzen in ihnen ausführlich in Kap. 2 dargelegt. Kapitel 3 ist dem experimentellen Teil der Arbeit, also der Herstellung der Schichten und ihrer Charakterisierung gewidmet. Die Ergebnisse zu den Korngrenzen folgen in Kap. 4, wobei ein Schwerpunkt auf den geometrischen Einflüssen in Korngrenzennetzwerken liegt, die Experimente zum Pinning werden im 5. Kapitel vorgestellt. Hier sind die Schwerpunkte zum einen der Pinningmechanismus in Dünnschichten in niedrigen Magnetfeldern, zum anderen Untersuchungen an Dotierungs- und Multilagenproben.

# 1 Der Hochtemperatursupraleiter $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$

$\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$  (Y123) ist der mit Abstand meistuntersuchte Hochtemperatursupraleiter. Dies liegt einerseits daran, daß er als erster Supraleiter mit einer Sprungtemperatur oberhalb des Siedepunkts von Stickstoff (77 K) entdeckt wurde [Wu87], andererseits aber auch an der im Vergleich zu anderen Klassen von Hochtemperatursupraleitern relativ einfachen Herstellung von dünnen Schichten und von Volumenproben. Ein weiterer Grund liegt in möglichen Magnetfeldanwendungen.  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$  eignet sich auf Grund seiner elektrischen Eigenschaften sehr gut für Anwendungen in der Stromübertragung (Bandleiter, Fehlerstrombegrenzer u. a.), als supraleitende Dauermagnete sowie in der supraleitenden Elektronik. Durch seine relativ einfache Herstellung und aufgrund der Vielzahl von Ergebnissen an Y123 ist dieser HTSL eine Modellsubstanz für die Reihe der SE123-Supraleiter (SE Seltene Erde).

## 1.1 Von Supraleitung zu Supraleitern

Schon bald nach der Entdeckung der Supraleitung an Quecksilber im Jahre 1911 durch Kamerlingh Onnes [Onn11] zeigte sich, daß es schwierig werden würde, den Effekt des widerstandslosen Stromtransports technisch zu nutzen. Zum einen waren die kritischen Stromdichten der damals bekannten Supraleiter äußerst gering, zum anderen wird die Supraleitung in diesen Materialien schon in sehr kleinen Magnetfeldern zerstört. Die Erklärung hierfür lieferten erst 1933 Meißner und Ochsenfeld im Nachweis des nach ihnen benannten Effektes, der die Verdrängung des Magnetfelds aus dem Supraleiter bis zu einem bestimmten kritischen Feld  $H_c$  beschreibt [For83]. Dadurch war auch die Supraleitung als thermodynamischer Zustand nachgewiesen. Wenig später entwickelten die Brüder London auf Grundlage der Maxwellschen Gleichungen eine erste makroskopische Theorie der Supraleitung [Lon35]. Fritz London [Lon50] konnte 1950 zeigen, daß dieser Zustand aus der Quantenmechanik ableitbar ist, wenn alle an diesem Zustand beteiligten Elektronen der gleichen quantenmechanischen Wellenfunktion gehorchen. Dieses Ergebnis wurde in der Ginzburg-Landau-Theorie (GL) [Gin50] im gleichen Jahr durch einen komplexen Ordnungsparameter ergänzt, wodurch räumliche und thermische Änderungen der Wellenfunktion beschrieben werden konnten. Diese rein phänomenologische Theorie wurde übrigens schon einige Jahre früher von Ginzburg entwickelt, indem er die Landausche Theorie von Phasenübergängen auf Supraleiter

anwandte. Gor'kov zeigte 1959, daß die Ergebnisse dieser Theorie auch aus der BCS-Theorie hergeleitet werden können. Die BCS-Theorie, benannt nach Bardeen, Cooper und Schrieffer, ist die erste mikroskopische Beschreibung des supraleitenden Zustands [Bar57] und eine logische Erweiterung der Erkenntnis Coopers, daß jede endliche attraktive Wechselwirkung zwischen Valenzelektronen zu ihrer Paarung, zu Cooperpaaren, führt [Coo56].

Abrikosov teilte durch Verallgemeinerung der GL-Theorie die Supraleiter in Typ I und II ein [Abr57]. Er postulierte den Mischzustand, d. h. die Existenz eines Flußliniengitters in Typ-II-Supraleitern. Diese Erkenntnis gewann 1952 schon Landau, ohne sie zu veröffentlichen, da die Supraleiter II. Art zu diesem Zeitpunkt noch nicht entdeckt waren und die Ergebnisse deshalb als unwesentlich betrachtet wurden [Esc05]. Erst mit dieser Klasse von Supraleitern, die wenig später auch experimentell gefunden wurde, sollte es möglich werden, den widerstandslosen Stromtransport nutzbar zu machen.

Hierzu ist es allerdings nötig, die Flußlinien, die ab dem unteren kritischen Magnetfeld  $H_{c1}$  in den Supraleiter eintreten, an Haftzentren zu verankern, da ihre durch die Lorentzkraft verursachte Bewegung einen Spannungsabfall zur Folge hat. Als gut geeignet haben sich wegen der relativ hohen oberen kritischen Felder,  $H_{c2}$ , NbTi-Legierungen herausgestellt. Dieser Supraleiter ist der bis heute am meisten angewandte. Anfang der 60er Jahre wurden die intermetallischen A15-Verbindungen, wie z. B.  $\text{Nb}_3\text{Sn}$  [Kun61] mit einer Sprungtemperatur von 18,5 K und  $H_{c2}$ -Werten oberhalb 10 T, entdeckt.

Bednorz und Müller [Bed86] fanden 1986 im System La-Ba-Cu-O eine Sprungtemperatur  $T_c$  von 34 K, die höchste bis dahin gemessene, und öffneten damit das Fenster zu einem ganz neuen Temperaturbereich (Temperaturen oberhalb des Siedepunkts von Stickstoff waren bald erschlossen) und einer neuen Klasse von Supraleitern, den Hochtemperatursupraleitern<sup>(1)</sup>. Im Januar 1987 wurde  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-\delta}$  mit einer Sprungtemperatur von 92 K entdeckt [Wu87], in rascher Folge dann  $\text{Bi}_2\text{Sr}_2\text{Ca}_2\text{Cu}_3\text{O}_{10+\delta}$  ( $\text{Bi}2223$ , 110 K) [Mae88],  $\text{Tl}_2\text{Ba}_2\text{Ca}_2\text{Cu}_3\text{O}_{10+\delta}$  (125 K) [She88] und  $\text{HgBa}_2\text{Ca}_2\text{Cu}_3\text{O}_{9+\delta}$  (135 K [Isa94], unter hydrostatischem Druck 164 K, die bisher höchste Sprungtemperatur). All diesen Substanzen gemein sind eine sehr kleine Kohärenzlänge  $\xi$  und starke strukturelle und elektronische Anisotropien (die Supraleitung ist mehr oder weniger stark ausgeprägt auf die  $\text{CuO}_2$ -Ebenen beschränkt). Einhergehend damit ist eine starke Reduzierung der kritischen Stromdichte durch Korngrenzen und durch ausgeprägte thermische Effekte. Diese Probleme sind zu lösen, sollen die Hochtemperatursupraleiter für die Stromübertragung genutzt werden.

---

<sup>(1)</sup>Diese werden auch keramische oder oxidische Supraleiter genannt. Alle drei Bezeichnungen sind allerdings problematisch, denn es gibt Supraleiter mit ähnlicher Struktur, aber einem  $T_c$  weit unterhalb 20 K, sie zeigen metallisches Verhalten, und schon vor der Entdeckung von Bednorz und Müller waren Oxide, wie das  $\text{SrTiO}_3$ , als Supraleiter bekannt.

Die Entdeckung neuartiger Supraleiter sowie ihre theoretische Beschreibung sind mit den keramischen keineswegs abgeschlossen. Beispielhaft seien hier die Seltenerd-Übergangsmetall-Borboride [Cav94], die ein Wechselspiel der Supraleitung mit verschiedenen magnetischen Ordnungen zeigen, dotierte  $C_{60}$ -Fullerene, wie z. B.  $K_3C_{60}$  mit einer Sprungtemperaturen von 19,3 K [Heb91]; die überraschende Entdeckung der Sprungtemperatur von 40 K in der seit den 50er Jahren bekannten Struktur  $MgB_2$  im Jahre 2001 durch Akimitsu [Nag01] und die Gruppe der Heavy-Fermion-Supraleiter [Ste79] genannt. Magnesiumborid mit der bisher höchsten Sprungtemperatur klassischer Supraleiter hat gute Chancen, sich Anwendungsnischen zu erobern bzw. wird für Spezialaufgaben bereits eingesetzt [Gol04].

Im Jahre 1962 entdeckte Josephson [Jos62], daß nicht nur Elektronen durch dünne isolierende Barrieren tunneln können, wie von Giaever [Gia60, Gia61] vorausgesagt, sondern auch für Cooperpaare eine endliche Tunnelwahrscheinlichkeit besteht. Doch nicht nur isolierende Zwischenschichten zeigen diesen Effekt, sondern auch normalleitende Bereiche [Wal70], Engstellen (Dayem-Brücken oder Punktkontakte, der Querschnitt ist hier in der Größenordnung der Kohärenzlänge) oder auch *Overlay*-Brücken (basierend auf dem *Proximity*-Effekt). All diesen Kontakten ist eine Unterdrückung des supraleitenden Ordnungsparameters gemeinsam, sie werden als *weak links* bezeichnet. Auf diesem Effekt fußt nahezu die gesamte supraleitende Elektronik, was z. B. SQUIDs, Mikrowellenantennen, -sender und -filter, aber auch logische Schaltkreise beinhaltet.

## 1.2 Kristallographische und elektrische Eigenschaften

Schon in der ersten Veröffentlichung zu Hochtemperatursupraleitern [Bed86] wurde von einer perowskitartigen Kristallstruktur gesprochen. Und tatsächlich sind nahezu alle oxidischen Supraleiter aus Perowskitbausteinen aufgebaut. Die Perowskite, deren Hauptvertreter das nach dem Mineralogen von Perowski benannte  $CaTiO_3$  ist, haben die Zusammensetzung  $ABO_3$  mit einer pseudokubischen Struktur (abhängig von Druck, Temperatur und elektrischem Feld sind tetragonale und orthorhombische Verzerrungen möglich). Die etwa gleich großen Ionen  $A^{2+}$  und  $O^{2-}$  bilden ein kubisch flächenzentriertes Gitter. Das kleinere  $B^{4+}$ -Ion sitzt auf oktaedrischen Plätzen, vollkommen umgeben von Sauerstoff.  $YBa_2Cu_3O_{7-\delta}$  ist aus dreien dieser Bausteine aufgebaut, nämlich aus  $BaCuO_3$ ,  $YCuO_2$  und  $BaCuO_2$ , letztere mit einem fehlenden Sauerstoff; damit ist  $c = 11,68 \text{ \AA} \approx 3a = 3 \times 3,83 \text{ \AA}$ . Es kommt in orthorhombischer wie auch in tetragonaler Form vor. Beide sind in Abb. 1.1 dargestellt. Der Unterschied zwischen beiden Formen ist die Ausbildung von CuO-Ketten in *b*-Richtung in der orthorhombischen Phase – nur diese ist supraleitend.

Zur Beschreibung der supraleitenden Eigenschaften ist es besser, von einer Lagenstruktur auszugehen. Eine Einheitszelle enthält drei  $CuO_x$ -Ebenen, dazwischen alternierend Lagen aus Ba-O