対破壊電流密度とピンニング電流密度—REBCO と MgB₂— Depairing Current Density and Pining Current Density —REBCO and MgB₂— 九工大情エ ^〇松下照男, 木内勝, 成蹊大理エ 三浦正志

Kyushu Inst. Technol., ^OTeruo Matsushita, Masaru Kiuchi, Seikei Univ., Masashi Miura E-mail: matsushita.teruo391@mail.kyutech.jp

はじめに

実用的な超伝導体に無損失で流せる最大電 流密度である臨界電流密度 J_c は磁束ピンニン グ機構で決まり、REBCO コート線材や MgB₂ 薄膜で高い値が報告されている。この値がど こまで改善できるかという点に多くの関心が 集まっているが、その場合の指標として対破 壊電流密度 j_d と比較されることが多い。しか し、これらは互いに機構が異なっており、一 般的な比較は単純ではなく、超伝導体の固有 の特性に大きく左右される。ここでは REBCO コート線材と MgB₂ 薄膜について、これらを 比較し、これまでに観測された臨界電流密度 と比較する。

それぞれの機構

簡単のために、対破壊電流密度として London の値 $j_d = H_c/\lambda$ を用いることにする (H_c は熱力学的臨界磁界、 λ は侵入深さ)。 これは実際の理論値とほとんど同じだからで ある¹⁾。一方、臨界電流密度を決めるのは MgB_2 の場合は結晶界面による電子散乱機構であり、 REBCO の場合はナノ・ロッドなどによる凝縮 エネルギー相互作用の機構である。後者の場 合、 $H_c^2\xi$ に比例することが多い。

まず、低温(4.2 K)における対破壊電流密 度を比較してみよう。まず、MgB₂の場合、 $\mu_0H_c = 0.60 \text{ T}$ であり²⁾、これと典型的なコヒ ーレンス長の値 $\xi = 5.00 \text{ nm}^{2}$ と G-L パラメ ーター $\kappa = 23^{3}$ より、 $\lambda = 115 \text{ nm}$ および $j_d = 4.17 \times 10^{12} \text{ A/m}^2$ と見積もられる。一方、 REBCO の場合、 $\mu_0H_c = 2.50 \text{ T}$ であり、比較 のために c 軸方向の磁界下を意識して $\lambda_{ab} = 121 \text{ nm}$ より、 $j_d = 1.64 \times 10^{13} \text{ A/m}^2 \varepsilon$ 得る⁴⁾。このように、超伝導体の特性として は、 H_c が大きい REBCO の方が有利である。

一方、臨界電流密度の最大値は $0.6712H_c/\lambda$ で⁴⁾、 $MgB_2 \ge REBCO$ でそれぞれ、 2.80×10^{12} A/m^2 、 1.10×10^{13} $A/m^2 \ge 見積もられる。こ$ $れに対して、<math>MgB_2$ の磁化電流密度として 5.0 K で 2.30×10^{12} A/m^2 の実測例⁵⁾がある。一方、 REBCO では 4.2 K における輸送電流密度で 7.13×10^{11} A/m^2 が達成されている⁶⁾。

検討

それでは、MgB₂の場合に理論的極限に近い 臨界電流密度が観測されているのに対し、 REBCOの場合にその極限から大きく離れて いる原因について考えてみよう。

 MgB_2 の臨界電流密度について、Yetter ら⁷⁾ の理論結果と比較したところ、規格化磁界 $B/B_{c2} = 0.1$ における値は 4.2 K において

$J_{\rm c} = 1.32 \times 10^4 d_{\rm g}^{-1}$

となる²⁾。ただし、 d_g は結晶粒径である。こ の試料の B_{c2} は 4.2 K において 27.3 T と予想 されることから、対応する磁界は 2.73 T にな る。結晶界面による J_c の磁界依存性は $B^{-1/2}$ に比例しており、文献 5 における J_c は B = 10 mT あたりで得られていることから、 $d_g = 100$ nm として、 J_c は 2.18 × 10¹² A/m² と見積もられる。正確な試料の諸元は分から ないが、このようにピンニング機構で説明で きる値である。

これに対して REBCO では、ナノ・ロッド によって、全ての磁束線が完全にピン止めさ れた場合を想定しても J_c の上限値は 3.39×10^{12} A/m²にしか達しない。これは J_c が ξ に比例することに起因する。しかも、ナ ノ粒子の場合は磁束線の全ての領域がピン止 めされるわけではないので、それだけ、 J_c に ついては不利となる。しかし、見方によれば まだ改善の余地があると言える。

[文献]

- 1. T. Matsushita and M. Kiuchi: Appl. Phys. Express **12** (2019) 063003.
- 2. T. Matsushita *et al.*: Supercond. Sci. Technol. **21** (2008) 015008.
- 3. T. Matsushita: *Flux Pinning in Superconductors* (Springer, 2014) p. 377.
- 4. T. Matsushita and M. Kiuchi: Appl. Phys. Express **12** (2019) 023004.
- 5. C. G. Zhuang *et al.*: J. Appl. Phys. **104** (2008) 013924.
- 6. M. Miura *et al.*: NPG Asia Materials **9** (2017) e447.
- 7. W. E. Yetter *et al.*: Philos. Mag. B **46** (1982) 523.