



OS EFEITOS DA PRESSÃO QUÍMICA SOBRE AS FLUTUAÇÕES CRÍTICAS E GAUSSIANAS NO SUPERCONDUTOR YBa₂Cu₃O_{7-δ}

<u>LUTIENE FERNANDES LOPES¹</u>; FÁBIO TEIXEIRA DIAS¹; DOUGLAS LANGIE DA SILVA; PAULO PUREUR³; JACOB SCHAF³; VALDEMAR DAS NEVES VIEIRA²

¹Universidade federal de Pelotas – lutiene_@hotmail.com ²Universidade Federal de Pelotas – vdnvieira@gmail.com ³Universidade Federal do Rio Grande do Sul

1. INTRODUÇÃO

O estudo do fenômeno das flutuações térmicas dos pares de Cooper (FTPC) na magnetocondutividade dos supercondutores de alta temperatura crítica (HTSC) apresenta-se como uma ferramenta eficaz para o fornecimento de informações que colaborem para a elucidação do mecanismo supercondutor nesses materiais (VIEIRA; DIAS; PUREUR, 2009) e (FISHER; FISHER; HUSE, 1991). Especificamente, ele fornece informações relevantes a respeito de como se estabelece a dinâmica entre superelétrons (pares de Cooper) durante a transição do estado normal para o supercondutor nos HTSC. Neste trabalho nos dedicamos a pesquisar os efeitos provenientes da pressão química sobre as FTPC no YBa₂Cu₃O_{7-δ}. A introdução de pressão química na estrutura desse supercondutor se dá por meio da substituição de 1% dos átomos de Ba por Sr. Neste cenário, o aumento da pressão na estrutura do YBa₂Cu₃O_{7-δ} ocorre em virtude de que o átomo de Sr apresenta raio iônico menor do que o do Ba e substituiu esse último diretamente em grandes quantidades.

2. METODOLOGIA

Para tornar possível a realização desse trabalho foram crescidos monocristais de YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O_{7-δ}, segundo a técnica de auto-fluxo (VIEIRA; SCHAF, 2004) no Laboratório de Materiais Supercondutores (LMS) da UFPEL. O monocristal escolhido teve a sua estrutura cristalográfica ao longo do eixo c caracterizada por meio da aplicação da técnica de difração de raio-x. As medidas de resistividade elétrica AC em função da temperatura e do campo magnético, $\rho(T,H)$ foram realizadas com o auxílio de um PPMS, marca Quantum Design localizado no Laboratório de Supercondutividade e Magnetismo da UFRGS. Durante a transição normal-supercondutor o monocristal teve os valores de $\rho(T,H)$ registrados enquanto a temperatura variava a uma taxa não superior a -0.5 K/min enquanto a densidade de corrente, *J* era aplicada ao longo do plano ab e o campo magnético de até 50kOe era aplicado ao longo do eixo c. Na figura 1.a encontrase representada a transição resistiva normal-supercondutor do YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O₇.







Figura 1: (a) Transição resistiva $\rho(T)$. Inset da figura: extrapolação do ajuste em altas temperaturas, (b) $d\rho(T)/dT$, (c) derivada logarítmica $(\chi_{\sigma}(T))^{-1}$ para a amostra de YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O_{7-δ}.

A contribuição das FTPC na magnetocondutividade da amostra YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O_{7- δ} é obtida a partir da aplicação do principio desenvolvido por Kouvel-Fischer a análise de fenômenos críticos em sistemas magnéticos. (COSTA; PUREUR; GUSMÃO; SENOUSSI; BEHNIA, 2001). De acordo com essa aproximação a contribuição das FTPC é obtida da determinação do excesso da condutividade, $\Delta\sigma(T)$ proveniente da extrapolação do comportamento linear da curva de $\rho(T)$ em altas temperaturas, veja "inset" da figura 1.a. Numericamente $\Delta\sigma(T) = [\rho(T) - \rho_R(T)]^{-1}$ onde $\rho(T)$ é a resistividade medida e $\rho_R(T)$ é a resistividade obtida a partir da extrapolação do comportamento linear de contrate a partir da extrapolação do comportamento linear de contrate da extrapolação do comportamento linear da curva de $\rho(T) = [\rho(T) - \rho_R(T)]^{-1}$ onde $\rho(T)$ é a resistividade medida e $\rho_R(T)$ é a resistividade obtida a partir da extrapolação do comportamento linear de contrate da extrapolação do comportamento linear da curva de curva de partir da extrapolação do comportamento linear da curva de curva

Ainda segundo esta análise, nas proximidades da transição normalsupercondutor, $\Delta \sigma(T)$ diverge segundo uma lei de potências dada por:

$$\Delta\sigma(T) = A[1 - (T/T_c)]^{-\lambda}$$
(1)

Na equação anterior, A é uma constante, T_c é a temperatura critica de transição do estado normal para o supercondutor e λ é o expoente crítico. Agora, tomando a derivada logarítmica de $\Delta \sigma(T)$ em relação a temperatura, $[\chi_{\sigma}(T)]^{-1}$ e aplicando a equação (1) ao seu resultado obtêm-se:

$$[\chi_{\sigma}(T)]^{-1} = - d/dT \ln(\Delta\sigma(T)) = 1/\lambda (T - T_c) (2)$$

De acordo com a equação (2) a simples identificação de um comportamento linear no gráfico de $[\chi_{\sigma}(T)]^{-1}$ permite que sejam identificados simultaneamente o expoente crítico λ e a sua respectiva temperatura crítica. Em particular, na figura 1.c a intersecção da reta com o eixo das temperaturas no gráfico de $[\chi_{\sigma}(T)]^{-1}$ fornece a temperatura crítica de transição, T_c para a amostra YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O_{7- δ} e a inclinação dessa fornece o inverso do expoente crítico λ^{-1} cujo valor caracteriza fisicamente o comportamento das FTPC.

3. RESULTADOS E DISCUSSÕES





As figuras 2.a e 2.b ilustram os resultados obtidos para os gráficos de $[\chi_{\sigma}(T)]^{-1}$ relativos a amostra YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O_{7-δ} quando um campo magnético variando de 0 \leq *H* \leq 50kOe são aplicados. Nas figuras, os ajustes lineares identificam a existência dos regimes de FTPC os quais apresentam o seu respectivo valor de λ , obtido a partir da aplicação da equação (2), indicado junto a estes.



Figura 2: Gráfico de $[\chi_{\sigma}(T)]^{-1}$ para o monocristal de YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O_{7- δ} com campo magnético aplicado (a) $H \le 5$ kOe e (b) 5kOe $\le H \le 50$ kOe.

Nas figuras anteriores é possível verificar que λ assume valores entre 0,13 e 1,60 e que o valor de T_c , indicado nas figuras, diminui à medida que a intensidade de *H* varia entre 0 e 50kOe. A existência de expoentes nos valores de 0,16 e 0,33 está diretamente associada a flutuações térmicas genuinamente críticas por parte dos pares de Cooper onde estes estão diretamente correlacionados (COSTA; PUREUR; GUSMÃO; SENOUSSI; BEHNIA, 2001). Por outro lado a medida em que *H* vai sendo intensificado os regimes críticos desaparecem e no lugar desses surgem regimes dominados por flutuações Gaussianas 3D (λ = 0,5), 2D (λ = 1,0) e 1D (λ = 1,5). Estes regimes são caracterizados por FTPC descorrelacionadas (VIEIRA; PUREUR; SCHAF, 2001).

Por outro lado a figura 3 representa o gráfico de $[\chi_{\sigma}(T)]^{-1}$ para a faixa de temperaturas onde a amostra já se encontra na fase supercondutora, ou seja, T (*H*) < $T_{c}(H)$. Assim como registrado nas figuras 2.a e 2.b é possível identificar para $H \ge 5$ kOe, no gráfico de $[\chi_{\sigma}(T)]^{-1}$ a existência de uma série de ajustes lineares que caracterizam a existência de um regime de FTPC denominado de S_{0} cuja extrapolação com o eixo das temperaturas fornece a temperatura T_{c0} .



Figura 3: Gráfico de $[\chi_{\sigma}(T)]^{-1}$ do monocristal de YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O_{7- δ} na aproximação da resistividade zero (T_{c0}).

Empregando a análise proposta pelas equações (1) e (2) e promovendo as





substituições do expoente critico λ pelo expoente crítico S_0 e da temperatura critica de transição T_c pela temperatura de resistividade nula T_{c0} observa-se que S_0 assume valores entre 2,57 e 3,33 e apresenta uma variação suave entre esses para 5kOe $\leq H \leq$ 50KOe. Assim como observado ocorrer para T_c , a temperatura T_{C0} decresce a medida em que H varia entre os limites citados sendo a taxa desse decréscimo superior a observada para T_c .

A existência de um regime de FTPC descrito por um expoente $S_0 \sim 3$ é um indicativo da existência de um fenômeno percolativo inerente a um sistema granular clássico onde grãos supercondutores são acoplados termicamente por junções Josephson ou efeito de proximidade (VIEIRA; PUREUR; SCHAF, 2002).

4. CONCLUSÕES

A partir dos resultados experimentais obtidos para o comportamento de $[\chi_{\sigma}(T,H)]^{-1}$ no monocristal de YBa_{1.98}Sr_{0.02}Cu₃O_{7-δ} foi possível destacar alguns dos efeitos provenientes da pressão química sobre as FTPC no YBa₂Cu₃O_{7-δ} (VIEIRA; SCHAF, 2004) os quais passam a ser descritos no próximo parágrafo.

Os regimes de FTPC caracterizados como genuinamente críticos mostramse estáveis frente ao montante de dopante empregado e caracterizam a transição normal-supercondutor neste composto com sendo fracamente de primeira ordem ($\lambda \sim 0$) para $H \sim 0$. Quando $H \ge 1$ kOe são aplicados. Os regimes de FTPC que antecedem T_c passam a ser descritos por flutuações gaussianas 3D, 2D e 1D, respectivamente. Esta dinâmica é semelhante á observada para o YBa₂Cu₃O₇₋₈ sob estas mesmas circunstâncias (VIEIRA; PUREUR; SCHAF, 2002). Por outro lado, a dopagem com Sr introduziu um caráter granular as propriedades elétricas do YBa₂Cu₃O₇₋₈ para $H \ge 5$ kOe.

5. REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS

VIEIRA, V. N.; DIAS, F. T.; PUREUR, P.; SCHAF, J. Effects of divalent impurities on the fluctuation conductivity of YBa₂Cu₃O₇ single crystals. **Physica B**. v.404, p. 3109–3112, 2009.

FISHER, D.S.; FISHER, M.P.A.; HUSE, D. A. Thermal quenched disorder, phase transitions, and transport in type-II superconductors. **Physical Review B**. v. 43, n. 1, p. 130-159, 1991.

VIEIRA, V. N.; SCHAF, J. Influence of Sr doping on the second magnetization peak and the critical current density of $YBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ single crystals. **Physica C**. Amsterdam, v.408, n.0, p.533-534, 2004.

COSTA, R. M.; PUREUR, P.; GUSMÃO, M.; SENOUSSI, S.; BEHNIA, K. Scaling Beyond 3D XY in the fluctuation conductivity of YBa₂Cu₃O_{7-δ}. **Phys. Rev. B.** v. 64, n. 214513, 2001.

VIEIRA, V. N.; PUREUR, P.; SCHAF, J. The Effects of Sr and Ca on the magnetic irreversibility and fluctuation conductivity of YBCO-123. **Physica C**. v. 353, p. 241-250, 2001.

VIEIRA, V. N.; PUREUR, P.; SCHAF, J. Effects of Zn and Mg in Cu sites of YBa₂Cu₃O_{7- δ} single crystals on the resistive transition, fluctuation conductivity, and magnetic irreversibilities. **Physical Review B**. v. 66, p. 224506, 2002.