

АКУСТИЧЕСКИЕ ИССЛЕДОВАНИЯ МОНОКРИСТАЛЛОВ  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$ 

В.А.Мелик-Шахназаров, И.И.Мирзоева, Т.Ш.Квирикашвили,

С.К.Джапаридзе, И.А.Наскидашвили,

И.Н.Макаренко, С.М.Стишов

Исследованы температурные зависимости модуля упругости и поглощения низкочастотного звука ( $\sim 10^4$  Гц) в монокристаллах  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$  в диапазоне температур  $3 \div 250$  К. Обнаружены скачок модуля упругости ( $\Delta k, k \approx 10^{-4}$ ) при температуре сверхпроводящего перехода  $T_c$  и максимум поглощения звука при  $T \approx 120$  К.

Об аномальном поведении упругих модулей поликристаллических образцов  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$  в области сверхпроводящего фазового перехода сообщалось в ряде работ (см., например, <sup>1, 2</sup>). Однако ввиду осложнений, вызываемых анизотропией и границами зерен, реальная ситуация может быть выяснена только при исследовании монокристаллов.

В настоящей работе сообщается об исследовании упругих и релаксационных характеристик монокристаллов  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$  методом механического резонанса в диапазоне температур  $3 \div 250$  К.

При проведении описанных ниже экспериментов появились две работы <sup>3, 4</sup>, посвященные аналогичным измерениям. Качественно данные <sup>3, 4</sup> согласуются с нашим результатом о смятении модуля Юнга  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$  при переходе в сверхпроводящее состояние, хотя количественные результаты всех трех работ, вообще говоря, различны. Монокристаллы  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$  были получены методом спонтанной кристаллизации из нестехиометрического расплава <sup>5</sup>. Эксперименты проводились с монокристаллами двух типов: с исходными кристаллами (I), извлеченными непосредственно из расплава, и с образцами, отожженными в атмосфере кислорода (II). Образцы I представляли собой тетрагональные кристаллы с содержанием кислорода  $x \approx 6,3$  и обладали весьма растянутым ( $50 \div 60$  К) сверхпроводящим переходом. Важно отметить, что сверхпроводимость в этих образцах, по-видимому, не является объемной, а связана с тонким ( $\sim 1$  мкм) поверхностным слоем. Образцы II ( $x \approx 7$ ) имели ромбическую структуру с ярко выраженным двойниковым строением и характеризовались довольно узким ( $< 1$  К) сверхпроводящим переходом при  $T = 91,8$  К.

Исследуемые образцы в форме прямоугольных пластинок размером  $0,03 \times 0,3 \times 1,5$  мм приклеивались одним концом к массивному медному блоку, вследствие чего свободная часть кристалла (около 2/3 его длины) могла быть использована в качестве акустического резонатора. В процессе эксперимента в образце возбуждались четвертьволновые изгибные колебания ( $\nu \sim 10^4$  Гц) электростатическим способом <sup>6</sup>. Измерялись эффективный модуль Юнга  $Y$ , соответствующий деформациям исследуемого кристалла в плоскости  $a-b$ , и затухание звука  $\delta$  в зависимости от температуры образца. Типичные результаты этих измерений представлены на рис. 1 и 2 в единицах  $\nu^2 \sim Y$  и  $Q^{-1} \sim \delta$ , где  $\nu$  и  $Q$  – собственная частота и добротность резонатора, соответственно.

Из сравнения данных, представленных на рис. 1, видно, что зависимости  $\nu^2(T)$  образцов I и II существенно различаются между собой. Наклон кривой для неотожженного образца резко изменяется при температуре  $\sim 120$  К, в то время как зависимость  $\nu^2(T)$  для образца, насыщенного кислородом, выглядит более монотонной. Однако на кривой для образца II при температурах, близких к  $T_c$ , наблюдается слабая аномалия, которую можно интерпретировать как скачок модуля Юнга.

Для выделения указанной аномалии экспериментальные данные  $\nu^2(T)$  аппроксимировались в ограниченных температурах интервалах слева ( $70 \div 88$  К) и справа ( $93 \div 110$  К) от температуры  $T_c$  с помощью полиномов третьей степени по  $T$ . Результаты соответствующих

расчетов (см. рис. 3) показали, что модуль Юнга отожженного образца претерпевает изменение в сравнительно узком интервале температур ( $3 \div 4$  К), практически совпадающим с областью наиболее быстрого изменения магнитной восприимчивости исследуемого кристалла при сверхпроводящем переходе. Относительная величина скачка модуля Юнга составляет  $1 \cdot 10^{-4}$  при среднеквадратичной ошибке аппроксимации  $1 \cdot 10^{-5}$ <sup>1)</sup>.

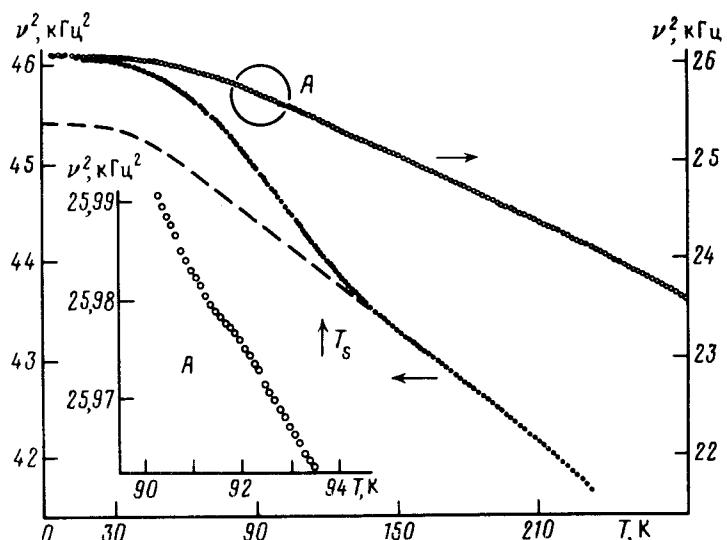


Рис. 1. Температурная зависимость модуля Юнга ( $Y \sim \nu^2$ ) неотожженного (●) и насыщенного кислородом (○) монокристаллов  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$ .  $T_s$  – координата максимума на кривой поглощения для неотожженного образца (см. рис. 2)

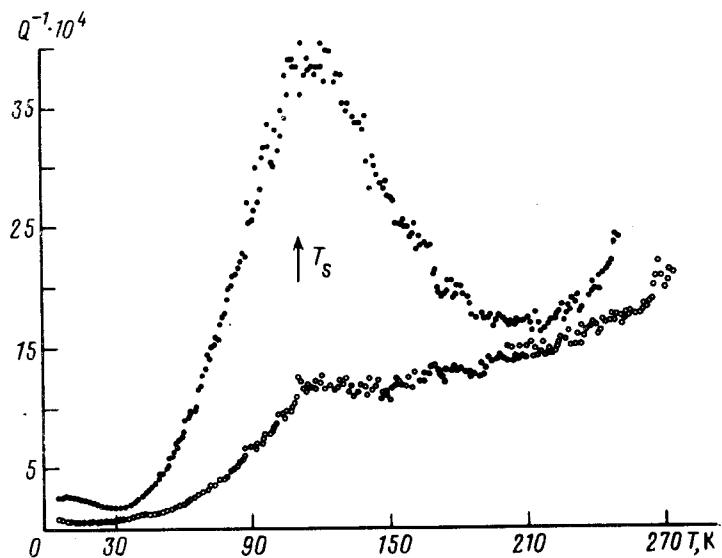


Рис. 2. Поглощение звука ( $\nu \sim 10^4$  Гц) в монокристаллах  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$ . Обозначения те же, что и на рис. 1

<sup>1)</sup> Вообще говоря, в свете данных работы <sup>8</sup> аномальный участок  $\nu^2(T)$  может содержать флуктуационный вклад. Однако для его выделения необходимо располагать более совершенными образцами и существенно повысить точность измерений.

Интересно сравнить полученное значение  $\Delta Y/Y$  с результатом, следующим из термодинамических расчетов. Используя соотношения Эренфеста, можно записать  $\Delta Y/Y \approx \Delta k/k = - (dT_c/dp)^2 k \Delta c_p / T$ . Подставляя в это выражение значения  $dT_c/dp = 0,07$  град/кбар<sup>7</sup>,  $\Delta c_p = 40$  мДж/см<sup>3</sup>·град<sup>4</sup> и  $k = 2,4$  Мбар<sup>2</sup><sup>9</sup>, получим для  $\Delta Y/Y \approx 5 \cdot 10^{-5}$ , что неплохо согласуется с экспериментальным значением.

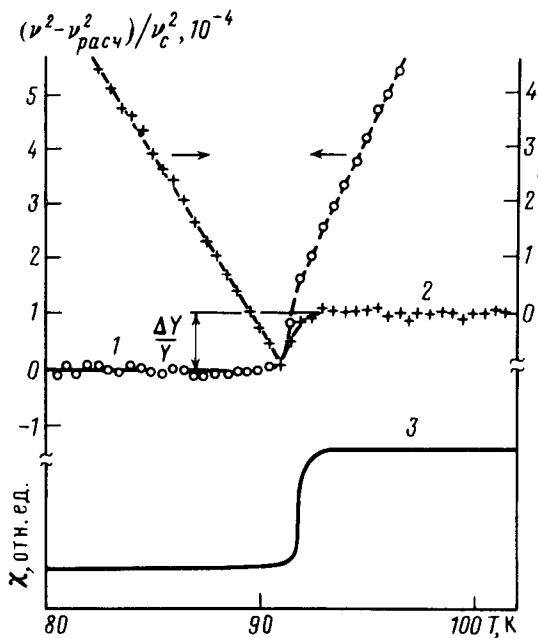


Рис. 3. Относительный скачок модуля Юнга  $\Delta Y/Y$  отожженного в кислороде монокристалла  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$ , найденный путем аппроксимации экспериментальных данных при  $T < T_c$  (1) и  $T > T_c$  (2). Кривая 3 – изменение магнитной восприимчивости образца в области сверхпроводящего перехода

Кривые затухания звука в образцах I и II (см. рис. 2), несмотря на некоторые различия, демонстрируют отчетливый пик поглощения при  $T \approx 120$  К, амплитуда которого находится в обратной зависимости от содержания кислорода в образцах. Положение максимума поглощения для образца I приблизительно соответствует температуре, при которой начинает возрастать наклон зависимости  $\nu^2(T)$  (см. рис. 1). Отметим также слабый максимум поглощения при  $T \approx 8$  К на кривой поглощения этого образца.

Представляется, что аномальное поглощение низкочастотного звука при  $T \approx 120$  К так или иначе связано с упорядочением атомов кислорода. Сравнение кривых поглощения для насыщенного и обедненного кислородом образцов (см. рис. 2) в определенной мере подтверждает сказанное. В этой связи следует обратить внимание на результаты изучения электрического сопротивления монокристаллов  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_x$ , в которых при  $T \lesssim 140$  К возникают отклонения от линейной температурной зависимости<sup>5</sup>.

В заключение отметим, что, как нетрудно показать, в рамках модели БКШ относительный скачок модуля объемной упругости при сверхпроводящем фазовом переходе  $\Delta k/k \approx \alpha(\Delta/\epsilon_F)^2$ . Здесь  $\Delta$  – величина сверхпроводящей щели,  $\epsilon_F$  – энергия Ферми,  $\alpha = k/k_{\text{эл}}$ ,  $k_{\text{эл}} \approx n\epsilon_F$  – электронный вклад в модуль объемной упругости,  $n$  – концентрация носителей. Подставляя в приведенную формулу значения  $\Delta \approx 0,02$  эВ<sup>3</sup>;  $\epsilon_F \approx 0,2$  эВ<sup>4</sup>;  $n \approx 10^{22}$  см<sup>-3</sup>;  $k = 1,2$  Мбар, получим  $\Delta k/k \approx 2,5 \cdot 10^{-5}$ . Этот результат довольно близок к экспериментальному значению, что может свидетельствовать в пользу стандартного (БКШ) механизма сверхпроводимости в купратных сверхпроводниках.

<sup>2)</sup> Приведенное значение соответствует квазидвухмерному модулю сжатия в плоскости  $a-b$ .

<sup>3)</sup> Вычислено из значений плазменной частоты.

<sup>4)</sup> Получено из результатов туннельных экспериментов.

## Литература

1. *Bishop D.J. et al.* Phys. Rev. B., 1987, **36**, 2408.
2. *Bhattacharya S. et al.* Phys. Rev. Lett., 1988, **60**, 1181.
3. *Hoen S. et al.* Phys. Rev. B., 1988, **38**, 11949.
4. *Shi X.D. et al.* Phys. Rev. B., 1989, **39**, 827.
5. Авдеев Л.З. и др. Письма в ЖЭТФ, 1987, **46**, 196.
6. Мелик-Шахназаров В.А., Наскидашвили И.А. ПТЭ, 1967, 1, 181.
7. *Schirber J.E. et al.* Phys. Rev., 1987, **35**, 8709.
8. *Inderhees S.E. et al.* Phys. Rev. Lett., 1988, **60**, 1178.
9. Александров И.В. и др. Письма в ЖЭТФ, 1988, **47**, 357.

Институт физики  
Академии наук Грузинской ССР

Институт кристаллографии  
Академии наук СССР

Поступила в редакцию  
2 июня 1989 г.