

ТЕПЛОПРОВОДНОСТЬ МОНОКРИСТАЛЛА UBe₁₃ В НОРМАЛЬНОМ И СВЕРХПРОВОДЯЩЕМ СОСТОЯНИЯХ

Н.Е.Алексеевский, А.В.Митин, А.С.Руденко, А.А.Сорокин

Получена экспериментальная зависимость теплопроводности K соединения UBe₁₃ в диапазоне 0,3 ÷ 4,2 К. В сверхпроводящей области имеет место зависимость $K = \alpha T^2$. Обсуждаются особенности поведения $K(T)$ в нормальном и сверхпроводящем состояниях.

В последние годы интенсивно исследуются и обсуждаются свойства соединений с "тяжелыми" фермионами. К таким соединениям, как известно, относится и UBe₁₃. Свойства этого соединения достаточно сложны и зачастую противоречивы (см., например, ¹). Для выяснения причин, определяющих особенности поведения этого соединения, является безусловно полезным проведение дальнейших экспериментальных исследований. Нами были проведены исследования теплопроводности монокристалла UBe₁₃ в области температур от 0,3 до 4,2 К.

Для измерений использовался образец сечением 1,7 × 1,95 мм² и длиной 9 мм, вырезанный электроэррозией вдоль направления [001] из монокристалла, полученного плавлением в высокочастотной печи в тигле из окиси бериллия. Измерения теплопроводности в области температур выше градуса проводились в ампуле из нержавеющей стали диаметром 25 мм и длиной 45 мм, которая могла откачиваться и, при необходимости, заполняться гелием. Одним концом образец приклеивался к нижней крышке ампулы, на другом его конце располагался нагреватель. Градиент температуры на образце определялся дифференциальной термопарой Cu – Cu(0,01%Fe) – Cu. Спаи термопары размером ~ 0,1 мм приклеивались на расстоянии 4,6 мм друг от друга в средней части образца.

Измерения при температурах ниже 1,24 К проводились в приборе с адиабатическим размагничиванием. В качестве рабочего тела использовался 100-процентный эрбий-алюминиевый гранат ². Для определения градиента температур применялись два термометра, приклевые на расстоянии 4 мм друг от друга¹⁾ (размеры термометров не превышали 1 мм). Время отогрева граната после адиабатического размагничивания составляло около 4 часов.

Результаты измерения теплопроводности $K(T)$ в интервале температур от 0,3 до 4,2 К приведены на рис. 1. Здесь же показано изменение числа Лоренца L с температурой, определенного из соотношения Видемана – Франца $\rho K = LT$. На рис. 2 показаны результаты измерений $K(T)$ в области низких температур, построенные в координатах $K^{1/2}$ и T . Из приведенного рисунка видно, что в сверхпроводящей области значения теплопроводности для UBe₁₃ достаточно хорошо могут быть описаны зависимостью $K = \alpha T^2$, где $\alpha = 0,53 \text{ мВт}/\text{K}^3 \cdot \text{см}$.

¹⁾ Подводимая к термометрам мощность не превышала 10^{-12} Вт, и таким образом наличие небольшого теплосопротивления между образцом и термометрами не оказывало заметного влияния на результаты измерений.

При рассмотрении зависимости $K(T)$ в области температур от 1,4 до 4,2 К нетрудно заметить, что полученные значения теплопроводности можно приблизенно разбить на два прямолинейных участка, пересекающихся при $T \approx 2,5$ К.

Излом на зависимости $K(T)$ в области $T \approx 2,5$ К естественно рассматривать как следствие существования максимума электросопротивления и константы Холла (рис. 3). Отклонение экспериментальных данных от прямой, которой можно было бы соединить значения K при 1,4 и 4,2 К, составляет $\sim 5\%$, и таким образом достаточно хорошо согласуется с не-большим ($\sim 10\%$) изменением электросопротивления в этой области температур. С другой стороны на этом температурном интервале изменение константы Холла достигает 50%. Можно предположить поэтому, что кроме "легких" носителей в теплопроводность дают вклад и другие носители. Вероятно, этот вклад электронного происхождения и обусловлен группой "тяжелых" носителей. Участием фононов в процессах переноса тепла при $T < 4,2$ К, по-видимому, можно пренебречь, поскольку их вклад в теплоемкость в этой области температур, судя по данным работы ³, должен составлять менее 2%.

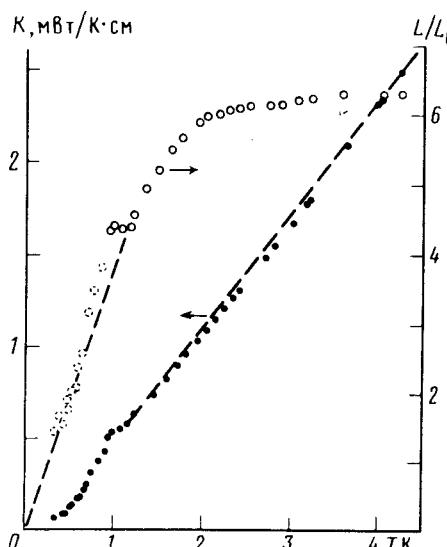


Рис. 1

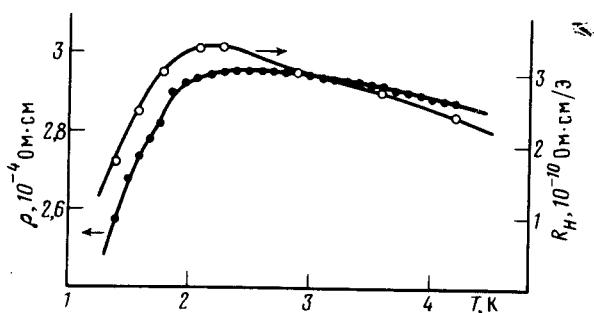


Рис. 3

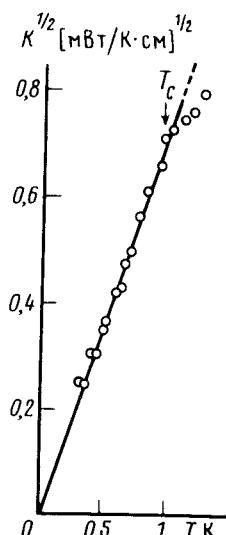


Рис. 2

Рис. 1. Температурные зависимости удельной теплопроводности K и приведенного числа Лоренца L/L_0 (светлые кружки) монокристалла UBe_{13} вдоль направления [001]. $L_0 = 2,45 \cdot 10^{-8}$ Вт · Ом/К². Значения L ниже T_c получены путем линейной экстраполяции удельного электросопротивления $\rho(T)$ на область низких температур.

Рис. 2. Удельная теплопроводность монокристалла UBe_{13} вдоль направления [001] в сверхпроводящем состоянии. Сплошная линия – экстраполяция экспериментальных данных законом $K = \alpha T^2$ ($\alpha = 0,53$ мВт/К³ · см)

Рис. 3. Температурные зависимости удельного электросопротивления ρ и константы Холла R_H в малых полях ($H \leq 10$ кЭ) для монокристалла UBe_{13}

Особо обращает на себя внимание квадратичная зависимость теплопроводности от температуры при $T < T_c$, которую можно интерпретировать как проявление "экзотического" характера сверхпроводимости, рассмотренного теоретически в ⁴. Как это следует из ⁴, зависи-

симость $K = \alpha T^2$ должна иметь место в том случае, если сверхпроводящая щель на поверхности Ферми обращается в нуль вдоль линий. Следует отметить, что для другого "тяжелофермийонного" сверхпроводника UPt_3 ⁵ зависимость $K(T)$ в сверхпроводящей области ($T < 0,4 \text{ К}$) также близка к квадратичной.

Совсем недавно нам стали известны данные измерений теплопроводности UBe_{13} , полученные группой исследователей из Гренобля на образце с площадью поперечного сечения $0,63 \text{ мм}^2$ и длиной $1,5 \text{ мм}$ ⁶. Значения $K(T)$ в сверхпроводящей области, у них также достаточно хорошо укладываются на квадратичную зависимость, но с несколько меньшим коэффициентом $\alpha = 0,38 \text{ мВт}/\text{К}^3 \cdot \text{см}$.

Авторы выражают благодарность профессору Ж.Флюке за ознакомление с опубликованными в⁶ результатами измерений теплопроводности UBe_{13} и В.И.Нижанковскому за участие в обсуждении.

Литература

1. Алексеевский Н.Е., Хомский Д.И. УФН, 1985, 147, 767.
2. Alekseevskii N.E., Dodokin A.P., Bazan C., Bagdasarov Kh.S., Fedorov E.A., Belyaev L.M. Cryogenics, 1981, 21, 598.
3. Renker B., Gompf F., Reichardt W., Rietschel H., Suck J.B., Beuers J. Phys. Rev. B., 1985, 32, 1859.
4. Воловик Г.Е., Горьков Л.П. Письма в ЖЭТФ, 1984, 39, 550; ЖЭТФ, 1985, 88, 1412.
5. Jaccard D., Flouquet J.F., Lejay P., Tholence J.L. J. Appl. Phys., 1985, 57, 3082.
6. Jaccard D., Flouquet J.F., Fisk Z., Smith J.L., Ott H.R. J. Physique Lett., 1985, 46, L-811.