

"ГИГАНТСКИЕ" ОСЦИЛЛАЦИИ ЗВУКОЭЛЕКТРИЧЕСКОГО ТОКА

А. П. Королюк, В. Ф. Рой

В проводнике (моноцирсталическом висмуте с $R_{29,2}/R_{4,2} = 300$) при гелиевых температурах обнаружен и исследуется звукозелектрический (ЗЭ) эффект. В магнитных полях до 30 кэ наблюдаются квантовые (в т. ч. "гигантские") осцилляции ЗЭ тока. Предлагается новый метод изучения энергетического спектра носителей в проводнике, позволяющий определять знак носителей.

Исследованию явлений, сопутствующих и связанных с распространением акустических волн в металлах при низких температурах в магнитном поле посвящен ряд работ [1, 2]. Основное внимание исследователей обращено на изучение поперечного магнитоэлектрического и квантового магнитоэлектрического эффектов. Наблюдавшаяся в этих явлениях осцилляционная картина связана, главным образом, с осцилляциями компонент тензора магнитосопротивления в квантующем магнитном поле и содержит сравнительно небольшую информацию об энергетическом спектре носителей проводника. Между тем, наибольший интерес представляло бы прямое наблюдение звукозелектрического тока и его осцилляций в магнитном поле, связанных с квантовыми осцилляциями коэффициента поглощения звука. В этом случае, при различной ориентации векторов звука \mathbf{q} и магнитного поля \mathbf{H} относительно кристаллографических осей образца, появляется возможность изучать различные группы носителей в проводнике, поскольку каждая группа даст свой вклад в осцилляционную картину ЗЭ тока.

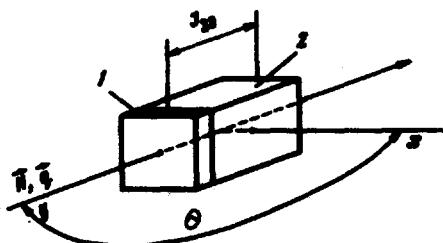


Рис. 1. Схема эксперимента: 1 — пьезо-преобразователь, 2 — образец, θ — угол между направлением магнитного поля и бинарной осью образца

Предлагаемый метод обладает перед уже известными тем достоинством, что он позволяет однозначно определить знак эффекта. В частном случае, при коллинеарности векторов магнитного поля \mathbf{H} и звукового потока \mathbf{S} , появляется реальная возможность раздельно наблюдать осцилляции, обусловленные электронами и дырками, поскольку осцилляционная картина от обеих групп носителей будет иметь различные знаки.

Схема эксперимента, который был осуществлен на монокристаллах висмута, приведена на рис. 1. Вектор магнитного поля \mathbf{H} мог вращаться относительно вектора звука \mathbf{q} в плоскости бинарной и биссекторной осей кристалла на 180° . Звуков электрический ток во всех случаях измерялся в продольном векторе звука \mathbf{q} направлении. Объектом наших экспериментов были монокристаллические образцы висмута у среды размером $3 \times 3 \times 1,5 \text{ mm}^3$. В монокристаллах с $R_{292}/R_{4,2} \approx 300$ при гелиевых температурах обнаружен и исследовался ЗЭ эффект. Исследования проводились на частотах 165 и $500 \text{ M}\mu\text{c}$ в диапазоне температур от $4,2$ до $1,5^\circ\text{K}$. Для возбуждения УЗ волн использовался пьезопреобразователь продольной волны из пластинки ниобата лития с основной частотой в $165 \text{ M}\mu\text{c}$. Наибольшее значение ЗЭ эффекта, измеренное в эксперименте, составляло $5 \cdot 10^{-6} \text{ e} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{cm}^{-1}$. Интенсивность звукового потока равнялась при этом $0,01 \text{ eJ} \cdot \text{cm}^2$. Знак эффекта в отсутствие магнитного поля соответствовал электронным носителям тока. В сильных магнитных полях ($\Omega_r > 1$) при температурах $T < 4,2^\circ\text{K}$ наблюдаются квантовые осцилляции ЗЭ тока, обладающие характерными особенностями "гигантских" осцилляций коэффициента поглощения звука. Амплитуда их линейно зависит от магнитного поля, что согласуется с теорией [3, 4].

$$\Gamma = \frac{\Gamma_0 e \hbar H}{8 m^* c k T}, \quad (1)$$

где Γ_0 — электронный коэффициент поглощения в отсутствие поля, m^* — эффективная масса, H — магнитное поле, остальные обозначения — обычные. На рис. 2 приведена зависимость амплитуды ЗЭ тока

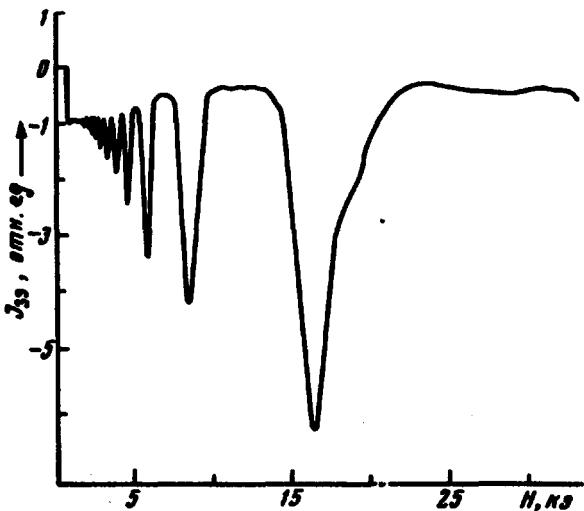


Рис. 2. Амплитудная зависимость ЗЭ тока от величины магнитного поля, $\mathbf{q} \parallel \mathbf{H} \parallel \mathbf{y}$, $f = 500 \text{ M}\mu\text{c}$, $T = 3^\circ\text{K}$

от величины магнитного поля для случая $\mathbf{q} \parallel \mathbf{H} \parallel \mathbf{y}$. Взаимодействие продольной звуковой волны с электронами в этом случае характерно тем, что его величина преобладает для одного из электронных эллипсоидов, вытянутых вдоль оси y , и ничтожна для двух других. В результате наблюдаются осцилляции ЗЭ тока с одним периодом, обусловленные указанным эллипсоидом. Амплитуда осцилляций и форма линий пог-

лощения достаточно хорошо согласуются с данными по исследованию затухания звука [5], что позволяет говорить об использовании предлагаемого метода для изучения энергетического спектра носителей в проводниках.

Институт радиофизики
и электроники
Академии наук Украинской ССР

Поступила в редакцию
30 ноября 1972 г.

Литература

- [1] T. Yamada . J . phys . Soc . Jap. , 20, 1424, 1965.
 - [2] W. Salaneck , Sawada , Burstein E. J. Phys . Chem. , Sol. , 32 , 2285, 1971.
 - [3] В.Л.Гуревич, В.Г.Скобов, Ю.А.Фирсов. ЖЭТФ, 40, 786, 1961.
 - [4] В.Г. Скобов. ЖЭТФ, 40, 1446, 1961.
 - [5] А.П.Королюк. ЖЭТФ, 51, 697, 1966.
-