РАБОТА 2.02П

ТЕМПЕРАТУРНАЯ ЗАВИСИМОСТЬ ЭЛЕКТРИЧЕСКОГО СОПРОТИВЛЕНИЯ ПОЛУПРОВОДНИКА

Задача

- 1. Измерить электрическое сопротивление полупроводникового образца в диапазоне температур от комнатной до 70°C.
- 2. По результатам п.1 вычислить ширину запрещенной зоны полупроводника.
- 3. Для одной из температур вычислить удельное сопротивление полупроводникового образца.

Ввеление

Электрический ток есть направленное движение заряженных частиц - свободных носителей заряда. Без внешнего электрического поля эти носители совершают беспорядочное тепловое движение. Средний модуль скорости теплового движения электронов при комнатных температурах порядка 10^5 м/с. Внешнее электрическое поле действует на носитель заряда силой

$$\vec{F} = \vec{E} \cdot q \,, \tag{1}$$

где \vec{E} - напряженность поля, q - заряд носителя. Таким образом, внешнее поле создает направленное движение носителей заряда - электрический ток с плотностью тока

$$\vec{j} = n \cdot q \cdot \vec{u} . \tag{2}$$

Здесь n - концентрация носителей заряда; $\vec{u} = (\vec{v})$ - направленная (дрейфовая) скорость носителей. Если ток практически создается одним типом носителей (например, электронами), формула (2) дает полную плотность тока в испытуемом образце.

В кристаллах (и еще в ряде сред) носители заряда претерпевают частые столкновения с другими частицами. Это ведет к двум важным следствиям: дрейфовая скорость носителей много меньше средней скорости их теплового движения (u << v) и пропорциональна силе \vec{F} , а следовательно и напряженности поля

$$\vec{u} = \mu \cdot \vec{E}$$

(3)

Величину μ называют подвижностью носителей заряда. Пропорциональной напряженности поля оказывается и плотность тока: из (2) и (3) следует

$$\vec{j} = \sigma \cdot \vec{E} \,, \tag{4}$$

(8)

есть параметр конкретного материала - его удельная проводимость. Обратную величину $\rho = 1/\sigma$ называют удельным сопротивлением. Соотношение (4) представляет собой дифференциальную (векторную) форму закона Ома.

В полупроводнике валентные электроны связаны с ядрами атомов значительно сильнее, чем в металле. «Оторваться» от атома и превратиться в электрон проводимости могут лишь те из них, которые обладают избыточной энергией, не меньшей некоторого ε ; ε называют шириной запрещенной зоны. В чистом полупроводнике разрыв каждой связи приводит к образованию пары электрон-дырка (разорванная межатомная связь) [3, с. 200-204]. Дырки перемещаются в направлении внешнего электрического поля, то есть являются свободными носителями положительного элементарного заряда (+e). Плотность тока в полупроводнике слагается из плотности тока электронов \vec{j}_{\perp} и плотности тока дырок \vec{j}_{+} ;

$$\vec{j}_{_{\Pi}} = \vec{j}_{_{-}} + \vec{j}_{_{+}}$$
. Следовательно, удельная проводимость (см. формулу (5)) $\sigma_{_{\Pi}} = e \cdot n \cdot (\mu_{_{-}} + \mu_{_{+}})$,

так как в собственном полупроводнике концентрации электронов и дырок одинаковы ($n_+ = n_-$ = n), а подвижности их μ_- и μ_+ различны. Но μ_- и μ_+ зависят от температуры много слабее,

чем концентрация n носителей каждого знака. Поэтому для полупроводника можно приближенно считать $\sigma_n \sim n$.

Разрыв связей (генерация свободных носителей) достигается за счет энергии тепловых колебаний атомов. Среднее ее значение порядка kT (k - постоянная Больцмана; при комнатной температуре kT $\approx 4\cdot10^{-21}$ Дж $\approx 2.5\cdot10^{-2}$ эВ). Процесс генерации носителей сопровождается обратным процессом рекомбинации электронов проводимости с дырками. Равновесие наступает, когда средняя частота атомов рекомбинации равна средней частоте атомов генерации. Расчет дает, что равновесная концентрация свободных носителей при этом

$$n \sim \exp\left(-\frac{\varepsilon}{2kT}\right). \tag{9}$$

Следовательно, удельная проводимость полупроводника зависит от температуры следующим образом:

$$\sigma_{\rm n} = \sigma^* \exp\left(-\frac{\varepsilon}{2kT}\right) , \qquad (10)$$

а удельное сопротивление

$$\rho_{\rm n} = \frac{1}{\sigma_{\rm n}} = \rho^* \exp\left(\frac{\varepsilon}{2kT}\right). \tag{11}$$

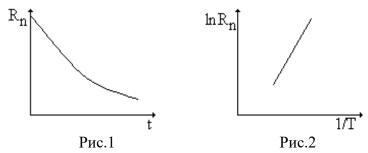
Если однородный полупроводниковый образец весь имеет температуру Т, то зависимость его сопротивления от этой температуры можно описать формулой

$$R_{n} = R^{*} \exp\left(\frac{\varepsilon}{2kT}\right). \tag{12}$$

Вид этой зависимости показан на рис. 1. Логарифмирование соотношения (12) дает

$$\ln \frac{R_n}{R^*} = \frac{\varepsilon}{2kT} \ .$$
(13)

Вид этой зависимости представлен на рис.2.



Из измерений на полупроводниковом образце можно вычислить ширину запрещенной зоны

$$\varepsilon = 2k \frac{\Delta(\ln R_n)}{\Delta(1/T)}.$$
 (14)

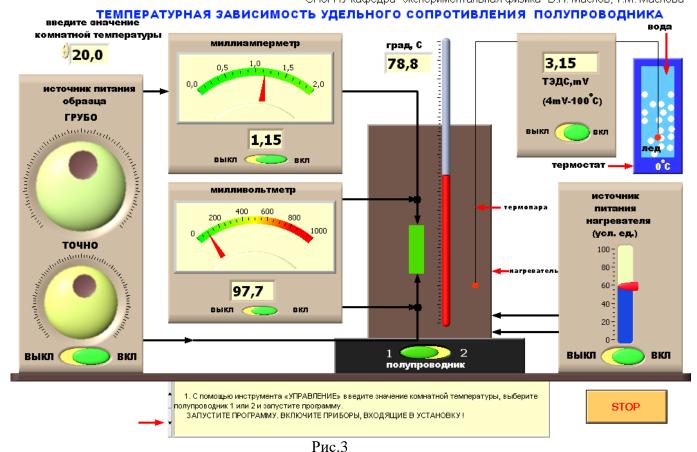
В этой работе образцами служат параллелепипеды из германия и кремния. Сопротивление таких образцов описывается известной формулой

$$R = \rho \frac{\ell}{S}, \tag{15}$$

где ℓ - длина образца, S - площадь его поперечного сечения. Измерив R, можно вычислить для каждого из исследуемых материалов удельное сопротивление ρ при любой из использованных температур.

Установка

Схема установки приведена на рис. 3.



Полупроводниковый образец помещен в нагреватель. Изменение мощности нагревателя осуществляется источником питания нагревателя. Для измерения температуры используется медь-константановая термопара («холодный» конец термопары находится в термостате при 0° C) и градусник. Ток через образец устанавливается источником питания и контролируется миллиамперметром. Падение напряжения на полупроводнике измеряется милливольтметром. Тип полупроводника выбирается переключателем «полупроводник».

Измерения и обработка результатов

- 1. С помощью инструмента «УПРАВЛЕНИЕ» введите значение комнатной температуры, выберите полупроводник 1 или 2 и запустите программу.
- 2. С помощью инструмента «УПРАВЛЕНИЕ» регулятором источника питания установите ток через образец (рекомендуемое значение 1 mA).
- 3. Изменяйте мощность нагревателя, регулируя напряжение на источнике питания нагревателя. Результаты измерений заносите в таблицу 1.

Таблица 1

No	U _т , мВ	R _{п.} , Ом	t, °C	T,K	1/T, K ⁻¹	Ln R _{π.}
1						
20						

- 4. Проведите необходимые вычисления, заполните все графы таблицы 1.
- 5. Постройте графики зависимостей $R_{\pi}=R_{\pi}(t)$ и Ln $R_{\pi}=(1/T)$. На последнем графике в соответствии с формулой ($\epsilon=2k\frac{\Delta(\ln R_n)}{\Delta(1/T)}$) методом парных точек вычислите угловой коэффициент

$$\gamma = \frac{\epsilon}{2k} = \frac{d(\ln R_{_{\rm II.}})}{d(1/T)}$$

и его погрешность. Для вычислений пользуйтесь таблицей 2.

Таблица 2

Пары точек і ј	$lnrac{R_{nj}}{R_{ni}}$	$ \begin{pmatrix} \frac{1}{T} \end{pmatrix}_{j} - \left(\frac{1}{T} \right)_{i} $ $ K^{-1} $	γ _{ij} , Κ	$\gamma_{ij} - < \gamma >$, K	$(\gamma_{ij} - < \gamma >)^2,$ K^2				
<γ>=									

- 6.Вычислите ширину запрещенной зоны полупроводника и погрешность ее измерения, пользуясь тем, что относительные погрешности $\frac{\Delta \gamma}{\gamma} = \frac{\Delta \epsilon}{\epsilon}$. Запишите результаты.
- 7. Вычислите удельное сопротивление полупроводника при комнатной температуре.
- 8. Запишите окончательный результат в стандартной форме и сделайте выводы по работе.

Литература

- 1. Электричество и магнетизм (методические указания к лабораторным работам). СПбГТУ, 1997
- 2. Обработка экспериментальных результатов (методические указания к лабораторным работам). СПбГТУ, 1998.
- 3. Савельев И.В. Курс общей физии. Т.2, М., Наука, 1982