

РАЗМЕРНЫЕ ЭФФЕКТЫ В ДВУХСЛОЙНЫХ ПЛЕНКАХ ρ -Ge
П. СЛАБЫЕ МАГНИТНЫЕ ПОЛЯ

К.Т.Ермаганбетов, Б.П.Зотьев, Э.Д.Кригер, Э.В.Скубневский

В настоящем сообщении приводятся результаты экспериментальных исследований гальванико- и термомагнитных свойств пленок ρ -Ge, выращенных из жидкой фазы на сапфире [1], в слабых магнитных полях.

Анизотропия поперечного магнитосопротивления. На рис. I приведены угловые диаграммы коэффициента размерной анизотропии поперечного магнитосопротивления

$$K_\varphi = \frac{\left[\frac{\Delta P}{P_0}(\varphi) / \frac{\Delta P}{P_0}(\varphi=0) \right]_{\text{пленка}}}{\left[\frac{\Delta P}{P_0}(\varphi) / \frac{\Delta P}{P_0}(\varphi=0) \right]_{\text{объем}}}$$

при температуре 20⁰К (кривые, d мкм: I-50, 2-I7, 3-II, 4-7, 5-4, 6-2). Здесь φ - угол между направлением магнитного поля и нормалью пленки. Измерения проведены при напряженности магнитного поля ~ 10 кэ.

Увеличение анизотропии с уменьшением толщины α пленок может быть объяснено размерным эффектом на длине остывания [2]. Подбором подгоночных параметров можно получить количественное совпадение теории и эксперимента. Однако в этом не будет боль-

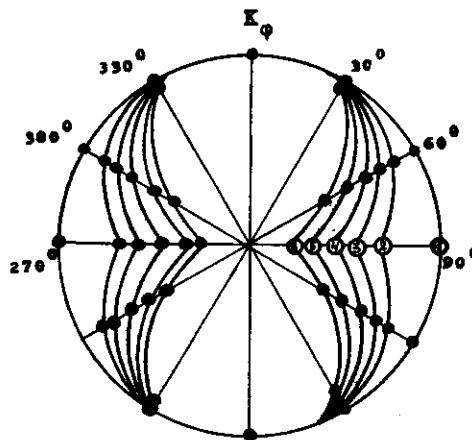


Рис. 1

шого смысла, так как размерный эффект на длине свободного пробега в приповерхностном слое, в принципе, также может привести к анизотропии. К сожалению, отсутствует теория размерных эффектов на длине свободного пробега в магнитном поле, перпендикулярном току, которую можно было бы применить для обработки экспериментальных результатов. Поэтому вопрос о том, который из этих двух размерных эффектов является доминирующим,

остается открытым.

Особенности термомагнитного эффекта. Исследование термомагнитных эффектов в пленках представляется наиболее интересным, так как эти эффекты по сравнению с гальваномагнитными гораздо более чувствительны к изменению механизмов рассеяния и однородности образца [3].

Ниже представлены экспериментальные данные исследования продольного эффекта Нэрнста-Эттингаузена (ПЭН) в зависимости от магнитного поля и толщины пленок. Исследования проводились при $T = 120^{\circ}\text{K}$.

Проанализируем зависимость $\frac{\Delta\alpha}{\alpha_0} = \frac{\alpha(H)/\alpha_0 - 1}{\alpha_0}$ от величины магнитного поля, представленной на рис. 2 (кривые α в мкм: а - 50, б - 17, в - II, г - 7). В области слабых магнитных полей (Кз) во всех случаях $\frac{\Delta\alpha}{\alpha_0} \sim H^2$ в соответствии с теорией [3]. В сильных полях, где эффект определяется только тяжелыми дырками, $\frac{\Delta\alpha}{\alpha_0}$ должно стремиться к насыщению. Такая тенденция наблюдается при всех толщинах, когда магнитное поле $H \parallel n$ (пунктирные кривые), где n - нормаль к поверхности пленки.

Отличительной особенностью полученных нами результатов является тот факт, что если $H \parallel n$ (сплошные кривые), то при малых толщинах кривая $\frac{\Delta\alpha}{\alpha_0} = f(H)$ достигает максимума и при не-

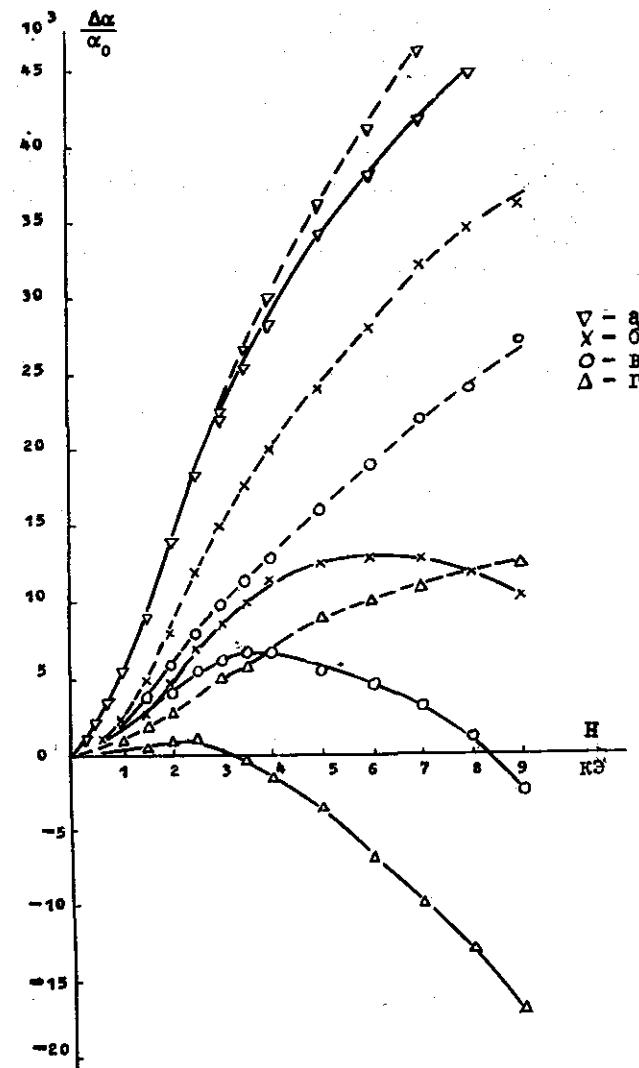


Рис. 2

котором значение магнитного поля меняет знак, причем положение максимума смещается в сторону малых полей по мере уменьшения толщины пленки. Все кривые в этом случае лежат ниже соответствующих кривых, полученных при $H \parallel \vec{n}$.

Все эти закономерности, по-видимому, связаны с пленочностью ρ -Ge, поскольку в объемных кристаллах подобные эффекты не наблюдались.

Поскольку в неоднородных пленках при наличии градиента температуры в направлении, перпендикулярном градиенту концентрации, возникают вихревые термоэлектрические токи [4], то при наличии магнитного поля $H \parallel \vec{n}$ картина должна еще больше усложниться. Величина и знак $\frac{\Delta\alpha}{\alpha^2}$ будут определяться не только механизмом рассеяния, но и конкретным типом неоднородностей. К сожалению, теория такого процесса отсутствует.

В связи с тем, что в магнитосопротивлении проявляется размерный эффект [2], можно ожидать, что он каким-то образом должен сказываться и в $\frac{\Delta\alpha}{\alpha^2}$, однако отсутствие теории не позволяет нам учесть его вклад.

Итак, зависимости кинетических коэффициентов от толщины пленок ρ -Ge, наблюдаемые в слабых магнитных полях могут быть объяснены существованием размерных эффектов на длине остиания и длине свободного пробега в обогащенном приповерхностном слое.

Л и т е р а т у р а

1. ЛУДАРЕВ А.Т., ЗОТЬЕВ Б.П., КЛИМЕНКО С.А., КЛИМЕНКО А.Г. СКУБНЕВСКИЙ В.В. Размерные эффекты в двухслойных пленках ρ -Ge. I. Сильные магнитные поля. Настоящий сборник, стр. 97-105.
2. ГРИБНИКОВ В.С., МЕЛЬНИКОВ В.И. Размерный эффект в магнитосопротивлении полупроводников. ИЭТФ, М., 1966, 51, 1909.
3. ЦИДИЛЫКОВСКИЙ И.М. Термомагнитные явления в полупроводниках, Физматгиз, М., 1960.
4. БЛОХ М.Д., СКОК Э.М. Вихревые термоэлектрические токи в неоднородных пленках, ФТТ, Л., 1970, 12, 920.

Поступила в ред.-изд. отд.
25 сентября 1972 г.