

Кафедра квантовой радиофизики и электроники

Отчет по лабораторной работе №1

**Исследование твердотельных структур методом
ЭПР-спектроскопии**

Выполнили студенты 440 группы
Виноградов И.Д., Понур К.А., Шиков А.П.

Нижний Новгород, 2019

1. Теоретическая часть

1.1. Условия выделения кривых и дисперсии на детекторе

Волноводный отражательный резонатор с отверстием связи можно представить в виде эквивалентного колебательного контура, импеданс которого определяется выражением

$$Z = R + i[\omega L_0 - \frac{1}{\omega C}],$$

где R , L_0 и C – эквивалентные сопротивление, индуктивность и ёмкость соответственно. При наличии парамагнетика с магнитной проницаемостью μ индуктивность резонатора будет записываться как $L = \mu L_0$. При частичном заполнении резонатора образцом магнитная проницаемость выражается через восприимчивость χ следующим образом

$$\mu = 1 + 4\pi\eta\chi,$$

где χ – коэффициент заполнения резонатора парамагнетиком. В результате получаем

$$Z = R + i\frac{L_0}{\omega}\left(\omega^2 - \frac{1}{L_0 C}\right) + i\omega L_0 \cdot 4\pi\eta\chi.$$

Величина $\frac{1}{\sqrt{L_0 C}}$ дает собственную частоту резонатора. При резонансе $\omega^2 = \frac{1}{L_0 C} = \omega_0^2$ и выражение для Z принимает вид

$$Z = R + i\omega L_0 \cdot 4\pi\eta\chi = R(1 + i4\pi\eta\chi'Q + 4\pi\eta''Q),$$

где $Q = \frac{\omega L_0}{R}$ – добротность резонатора. Если обозначить характеристическое сопротивление волновода через Z_0 , то комплексный коэффициент отражения от резонатора Γ , определяемый как отношение амплитуды падающего на резонатор поля E_n к амплитуде отраженного поля, будет равен

$$\Gamma = \frac{Z - Z_0}{Z + Z_0}$$

С учётом этого отраженную от резонатора сигнальную волну в точке детектирования можно записать в виде

$$E_1 = |E_n| \cdot \Gamma \cdot e^{-i4\pi\frac{L_1}{\lambda}},$$

где L_1 – длина волноводного плеча от детектора до резонатора. Кроме этой волны на детектор поступает сигнал, отраженный от балансного плеча

$$E_2 = \alpha^2 |E_n| e^{-i4\pi\frac{L_2}{\lambda}},$$

где α - коэффициент ослабления аттенюатора, а L_2 - соответствующая длина балансного плеча. Суммарное поле на детекторе получим в следующем виде:

$$E = |E_n| \cdot e^{-i4\pi \frac{L_1}{\lambda}} \cdot \left\{ \Gamma + \alpha^2 e^{-i4\pi \frac{L_2-L_1}{\lambda}} \right\}.$$

При малых уровнях СВЧ-мощности ток детектора пропорционален квадрату напряженности поля E в этом случае имеем

$$i_{\text{дет}} = S|E|^2 = SP_n \cdot \left| \Gamma + \alpha^2 e^{-i4\pi \frac{L_2-L_1}{\lambda}} \right|^2,$$

где S - коэффициент преобразования детектора, а P_n - мощность, падающая на резонатор. Используя неравенства $\chi' \ll 1$, $\chi'' \ll 1$ и условие хорошей согласованности волновода с резонатором, получаем вид сигнала ЭПР:

$$i_{\text{дет}} = SP_n \cdot 4\pi Q\eta \left[\chi'' \cos\left(\frac{4\pi}{\lambda} \Delta L\right) - \chi' \sin\left(\frac{4\pi}{\lambda} \Delta L\right) \right] \quad (1)$$

Отсюда следует, что в зависимости от положения замыкающего поршня балансного плеча сигнал на выходе детектора может быть пропорционален либо χ' , либо χ'' . При разности $\Delta L = L_2 - L_1$, кратной $\frac{\lambda}{4}$, ток детектора будет пропорционален χ'' , а при дополнительном сдвиге на $\frac{\lambda}{8}$ - пропорционален кривой χ' .

1.2. Определение числа парамагнитных частиц в образце

Чтобы получить соотношение, позволяющее определить число парамагнитных частиц исходя из характеристики наблюдаемого сигнала ЭПР, воспользуемся выражением (1). При $\Delta L \simeq \frac{\lambda}{4}$ имеем

$$i_{\text{дет}} \simeq SP_n \cdot 4\pi Q\eta \chi''.$$

Введем технический коэффициент A , характеризующий коэффициент усиления тракта «детектор-усилитель-осциллограф». Его величину можно измерить, подавая известный по величине модулированный СВЧ-сигнал на детекторную головку и измеряя при этом амплитуду видеосигнала на экране осциллографа. Если обозначить через L_M высоту видеосигнала модуляции на экране, а P_M - величину модулированной компоненты СВЧ-мощности, то коэффициент усиления A будет равен $\frac{L_M}{P_M}$. Если учесть такого рода амплитудную калибровку, высота сигнала ЭПР на экране осциллографа может быть записана как

$$L_C = AP_n \cdot 4\pi Q\eta \chi''(\omega_0)$$

2. Экспериментальная часть

2.1. Исследование ЭПР в молекулах дифенила

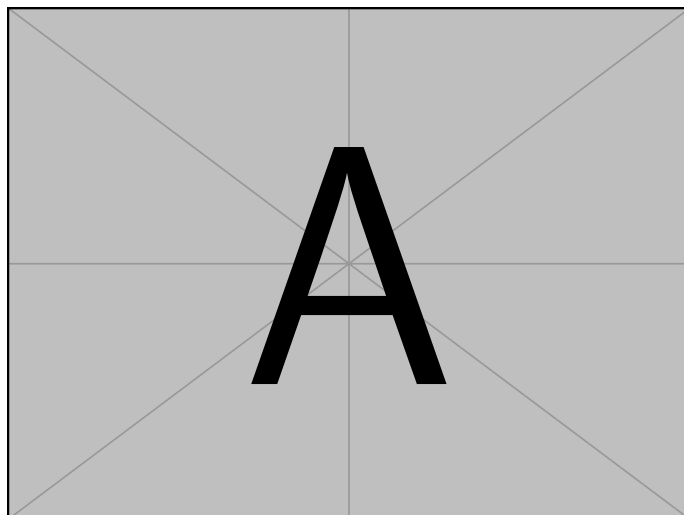


Рис. 1: Принципиальная схема установки

Получение на экране осциллографа кривых поглощения и дисперсии сигнала ЭПР. Для исследования ЭПР в молекулах дифенила, образец был помещен в резонатор, и произведена первоначальная настройка установки. Клистронный генератор был настроен на центр одной из зон по максимуму мощности ($\nu = 8.96$ ГГц при $\alpha = 0$), а резонаторная камера была настроена в резонанс (соотв. минимуму сигнала при $\alpha = 1$).

При подключенном к выходе детектора был включен источник постоянного тока для магнитных катушек. Поле H_0 было выведено на резонансное значение $H_0 = 3547$ Гс (при значении тока $I_0 = 160$ мА). Момент резонанса был определен по характерной наблюдаемой осциллограмме (см. рис. ??).

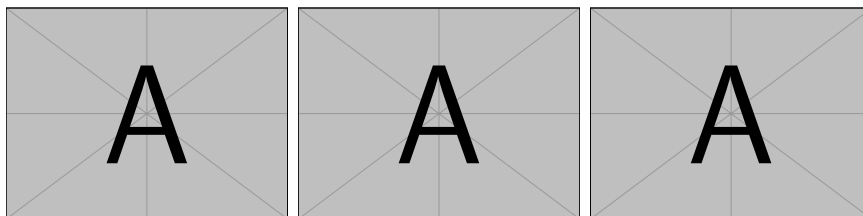


Рис. 2: Осциллограмма ЭПР(а), (б), (в)

Для получения кривых χ' и χ'' , в соответствии с формулой ?? (при $\alpha = 0$) перемещался плунжер балансного плеча. Полученные осциллограммы приведены на рис. ??.

Измерение ширины линий поглощения сигнала ЭПР в единицах поля.

Расчет ширины линии в единицах частоты.

Определение числа парамагнитных частиц в образце. Для вычисления числа парамагнитных частиц, воспользуемся пунктом 1.2 теории и формулой (??).

$$N_0 = \frac{3KT}{8\pi Q\mu^2\omega_0 T_2^*} \cdot \frac{L_C}{L_M} \cdot \frac{P_M}{P_n} \cdot \frac{V_{\text{рез}}}{V_{\text{обр}}},$$

где T_2^* – время поперечной релаксации, K – постоянная Больцмана, μ – магнитная проницаемость дифенила,

Свыше нам даны следующие величины:

$$Q = 5000, \quad \frac{V_{\text{рез}}}{V_{\text{обр}}} \simeq 200, \quad \frac{P_M}{P_n} = 1$$

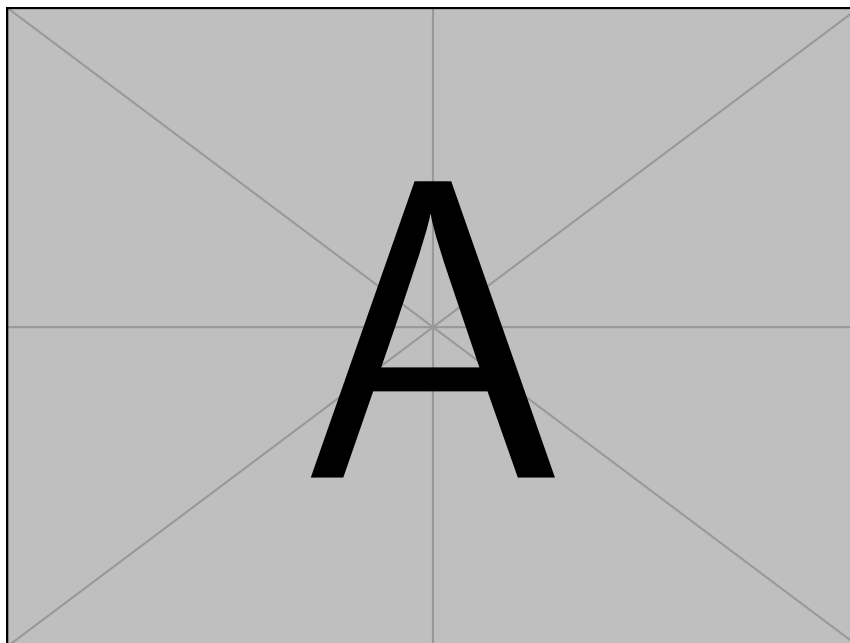


Рис. 3: Кривые χ' и χ'' на экране осциллографа