Работа 10.1 Электронный парамагнитный резонанс

Валеев Рауф Раушанович группа 825

4 марта 2021 г.

Цель работы: Исследовать электронный парамагнитный резонанс в молекуле дифенилпикрилгидразила $C_{18}H_{12}N_50_6$, определить g-фактор электрона.

Теория

В методе ЭПР изучается резонансное поглощение переменного электромагнитного поля в образце в зависимости от контролируемых экспериментатором внешних условий: постоянного магнитного поля, частоты колебаний переменного поля, температуры и так далее.

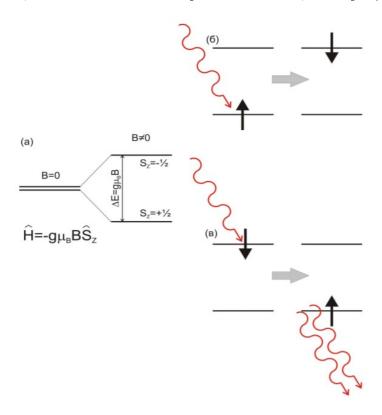


Рис. 1: Схема резонансного поглощения электромагнитного излучения для изолированного спина S=1/2. (а) Зеемановское расщепление спинового уровня в магнитном поле. (б) Переход между подуровнями «снизу-вверх» с поглощением фотона резонансной частоты $h\nu=g\mu B$. (в) Переход между подуровнями «сверху-вниз» с излучением дополнительного фотона резонансной частоты.

Простейшей моделью рассмотрения ЭПР является система из невзаимодействующих частиц со спином S=1/2, помещенная во внешнее магнитное поле. В отсутствии поля проекции спинов на ось совпадают, как и энергии. При подаче магнитного поля и эффекта Зеемана энергии с различными направлениями спина начинают различаться. А если мы в систему направим поток фотонов с этой энергией разности этих энергий, то станут возможны индуцированные переходы межу этими состояниями.

Для наблюдения этого поглощения необходимо резонансное совпадение частоты излучения с зеемановским расщеплением спиновых подуровней.

Измеряемой в эксперименте величиной является поглощаемая в образце мощность излучения. Для увеличения точности измерения желательно увеличить эту поглощаемую мощность.

Поглощение переменного магнитного поля в образце описывается мнимой частью магнитной восприимчивости

$$P_{\text{погл}} = \frac{1}{2}\omega b^2 \chi''(\omega, B) \tag{1}$$

где ω — частота переменного поля, b — амплитуда однородного по малому образцу переменного поля, B — постоянное магнитное поле, χ'' — мнимая часть высокочастотной магнитной восприимчивости. Магнитная восприимчивость связывает намагниченность \vec{m} с подмагничивающим магнитным полем \vec{b} : $\vec{m}=\chi\vec{b}$. Комплексное представление восприимчивости имеет смысл для описания отклика на переменное поле $\vec{b}=\vec{b}_0\cdot e^{-i\omega t}$. Тогда $\vec{m}=\chi\vec{b}=(\chi'+i\chi'')\vec{b}_0e^{-i\omega t}=\chi'\vec{b}_0e^{-i\omega t}+\chi''\vec{b}_0e^{-i\omega t+\frac{pi}{2}}$. Таким образом, действительная часть высокочастотной восприимчивости описывает вклад в намагниченность, находящийся в фазе с подмагничивающим полем, а мнимая часть — вклад, сдвинутый относительно подмагничивающего поля по фазе на $\frac{\pi}{2}$. Естественно, при $\omega=0$ мнимая часть восприимчивости $\chi''=0$. Сдвиг по фазе отклика (намагниченности) относительно вынуждающей силы (переменного поля) связан с потерями энергии, поэтому мнимая часть восприимчивости является мерой диссипации энергии в системе.

Физические причины возникновения резонансного поглощения в парамагнетике

Простейшей системой для изучения методом ЭПР является парамагнетик — система слабо взаимодействующих атомов, ионов или молекул, обладающих собственным магнитным моментом. Пренебрегая взаимодействием, можно рассмотреть поведение магнитного диполя в постоянном и переменном магнитном поле.

В «классическом» подходе рассматривается прецессия магнитного момента во внешнем поле при отклонении магнитного момента от равновесия. Классический магнитный диполь стремится выровняться вдоль силовых линий магнитного поля, при отклонении от равновесия возникает возвращающий механический момент $\vec{T} = \vec{M} \times \vec{B}$. Так как магнитный и механический момент иона связаны друг с другом гиромагнитным отношением γ как $\vec{M} = \gamma \vec{I}$, где \vec{I} - это полный момент импульса, то с учётом уравнения динамики $\frac{d\vec{I}}{dt} = \vec{T}$ получим уравнение прецессии магнитного момента $\frac{d\vec{M}}{dt} = \gamma \vec{M} \times \vec{B}$. Аналогично с известной задачей о прецессии гироскопа можно заметить, что при отклонении магнитного момента от направления магнитного поля возникает незатухающая прецессия вокруг направления поля с угловой скоростью $\vec{\Omega} = -\gamma \vec{B}$, частота этой прецессии $\Omega_L = \gamma B$ называется ларморовской. При совпадении частоты переменного поля с ларморовской частотой возможно возникновение резонансного поглощения.

Расщепление терма свободного иона (или молекулы) определяется спектроскопическим фактором Ланде (g-фактором Ланде): $E(m_J) = g\mu_B B m_J$.

$$g_{9\Phi\Phi} = \frac{h\nu}{\mu_B B} \tag{2}$$

Схема установки

В данной работе мы исследуем данную молекулу

$$O_2N$$
 N^{\bullet}
 NO_2

Рис. 2: Химическая структура молекулы

Схема установки выглядит следующим образом: Схема установки представлена на Рис. 1. Образец (порошок Д $\Phi\Pi\Gamma$) в стеклянной ампуле помещается внутрь катушки индуктивности, входящей в состав колебательного контура. Входящий в состав контура конденсатор состоит из двух пластин, разделённых воздушным зазором, одна из пластин может перемещаться поворотом штока. Колебания в контуре возбуждаются антенной, соединённой с генератором высокой частоты (ВЧ) Г4-116. Амплитуда колебаний поля в катушке индуктивности измеряется по наводимой в петле связи ЭДС индукции. Высокочастотные колебания ЭДС индукции в приёмном кон- туре детектируются диодом, измеряемая при помощи осциллографа низкочастотная огибающая этого сигнала пропорциональна квадрату амплитуды колебаний поля в катушке.

Постоянное магнитное поле создаётся пропусканием тока от источника постоянного тока через основные катушки. При этом при помощи вольтметра измеряется падение напряжения на резисторе в цепи основных катушек. Переменное поле небольшой амплитуды создаётся подачей на модуляционные ка-

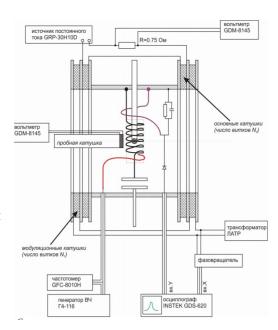


Рис. 3: Схема установки

тушки напряжения с регулируемого трансформатора ЛАТР. Для измерения амплитуды колебаний переменного поля используется пробная катушка известной геометрии, подключённая к вольтметру. Пусть поток через неё $\Phi_{\rm npo6}$, тогда ЭДС индукции

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi_{\rm npo6}}{dt}$$

Если $I_{\rm ocn}-$ ток через основную катушку, а M- взаимная индуктивность основной и пробной катушек, то

$$\Phi_{\rm npo6} = MI_{\rm ocn}$$

Тогда амплитудное значение ЭДС индукции

$$\mathcal{E}_{\text{am}} = -\frac{dMI_{\text{och}}}{dt} = M\omega I_{\text{am}}$$

Тогда, зная, что

$$\Phi_{\text{npo6}} = B_0 N_{\text{npo6}} \frac{\pi d_{\text{mpof}}^2}{4} = \frac{MU_R}{R} = \frac{kU}{\omega}$$

где U- напряжение на R в резонансе, получим

$$B_0 = \frac{4kU}{\pi\omega d_{\rm npo6}^2 N_{\rm npo6}}$$

Характеристики катуш
ка пробная катушка $N_{\rm проб}=49, d_{\rm проб}=14.5\pm0.1$ мм, основная катушка $N_{\rm осн}=5500, d_{\rm осh}=0.25\pm0.01$ м, модулирующая катушка $N_{\rm мод}=1500, d_{\rm мод}=0.30\pm0.01$ м.

Ход работы

Настройка высокочастотного генератора

Генератор настраиваем на частоту колебательного контура: в режиме амплитудной модуляции 10% устанавливаем подстройкой частоты генератора добиваемся максимальной амплитуды сигнала на экране осциллографа. Частоту определяем по шкале генератора, $f_0=125.3\pm0.2~\mathrm{MF}$ ц (погрешность всех измерений частот - цена деления грубой шкалы $\sigma_f=0.2~\mathrm{MF}$ ц). Также для вычисления добротности расстроим частоту до достижения сигналом половины от максимального значения. Тогда, если $f_{\pm\frac{1}{2}}$ - значения частот при достижении половинного сигнала при расстройке генератора в сторону больших и маленьких частот, то добротность

$$Q = \frac{f_0}{f_{+\frac{1}{2}} - f_{-\frac{1}{2}}}$$
$$Q = 100 \pm 20$$

где погрешность рассчитана по формуле

$$\sigma_Q = \sigma_f \sqrt{\left(\frac{\partial Q}{\partial f_0}\right)^2 + \left(\frac{\partial Q}{\partial f_{+\frac{1}{2}}}\right)^2 + \left(\frac{\partial Q}{\partial f_{-\frac{1}{2}}}\right)^2}$$

Наблюдение сигнала резонансного поглощения

Подключим основные катушки к источнику постоянного тока, а модуляционные катушки к трансформатору ЛАТР. ВЧ-генератор переведём в режим непрерывной генерации, на канале осциллографа, подключённому к детектору, установим максимальную чувствительность. Подадим на модуляционные катушки напряжение ~ 50 В, и, плавно увеличивая постоянное напряжение на основных катушках, добиваемся возникновения на экране резонанстного поглощения. Добъёмся того, чтобы наблюдаемые пики были на одном расстоянии. Зафиксируем напряжение $U=93.3\pm0.7$ мВ напряжение на резисторе R.

Точная настройка резонансного поля и определение ширины линии

Для более точной настройки и определения ширины линии резонансного пог.лощения удобно подать на Х-канал осциллографа напряжение, прикладываемое к модуляционным катушкам и наблюдать сигнал в ХҮ-режиме. Фактически при этом на экране наблюдается зависимость поглощения в образце от приложенного переменного поля. Наблюдаемая картина симметрична относительно средней вертикальной оси. Из-за набегающей в электрической схеме расфазировки напряжений на экране наблюдаются два пика, соответствующие прохождению резонансного поглощения на растущем и падающем полупериодах модулирующего напряжения, поэтому пики совмещаем подстройкой фазовращателя. Для определения ширины линии ЭПР определим по экрану осциллографа полный размах модулирующего поля $A_{\text{полн}}$ и полную ширину кривой резонансного поглощения на полувысоте $A_{1/2}$. Не изменяя настроек, возьмём пробную катушку и внесём её внутрь соленоида максимально близко к образцу. Переменное поле модуляционных катушек наводит в пробной катушке ЭДС индукции \mathcal{E} , по которой можно определить величину поля. ЭДС индукции: $\mathcal{E} = 0.90 \pm 0.04$ мВ (погрешность измерения вольтметра 0.03% + 4 единицы последнего знака). Размах и ширина кривой резонансного поглощения $A_{\text{полн}} = 7.0 \pm 0.2$ дел, $A_{1/2} = 1.6 \pm 0.2$ дел (погрешность - размер минимального деления осцилографа). Тогда амплитуда модулюрующего поля

$$B_{ ext{mod}} \, = rac{2\sqrt{2}\mathcal{E}}{\pi^2 d_{ ext{mpof}}^2 \, N_{ ext{npof}} \,
u} = 0.47 \pm 0.02 \; ext{мТл}$$

где погрешность рассчитана по формуле

$$\sigma_{B_{ ext{mod}}} = \sqrt{\left(rac{\partial B_{ ext{Mod}}}{\partial \mathcal{E}}
ight)^2 \sigma_{\mathcal{E}}^2 + \left(rac{\partial B_{ ext{Mod}}}{\partial d_{ ext{npo6}}}
ight)^2 \sigma_{d_{ ext{npo6}}}^2}$$

где $\nu=50~\Gamma$ ц - частота модулирующего напряжения. Полуширину на полувысоте линии резонансного поглощения посчитаем по формуле

$$\Delta B = rac{A_{1/2}}{A_{\scriptscriptstyle
m MOJH}} B_{\scriptscriptstyle
m MOJ} \ = 0.108 \pm 0.014 \; {
m MT}$$
л

где погрешность рассчитана по формуле

$$\sigma_{\Delta B} = \sqrt{\left(\frac{\partial \Delta B}{\partial A_{\text{полн}}}\right)^2 \sigma_{A_{\text{полн}}}^2 + \left(\frac{\partial \Delta B}{\partial A_{1/2}}\right)^2 \sigma_{A_{1/2}}^2 + \left(\frac{\partial \Delta B}{\partial B_{\text{мод}}}\right)^2 \sigma_{B_{\text{мод}}}^2}$$

Калибровка поля электромагнита и определение д-фактора

Для определения поля резонансного поглошения найдём связь между падением напряжения на резисторе в цепи основной катушки и магнитным полем. Для этого подадим в основные катушки переменный ток и измеряем при помощи пробной катушки ЭДС индукции. Переключим основные катушки на ЛАТР, переведём вольтметр, измеряющий падение напряжения на резисторе V_R в цепи основных катушек, в режим измерений на переменном токе, установите ток через катушки, близкий к значению тока при наблюдении резонансного поглощения, измерим в этих условиях ЭДС индукции в пробных катушках.

Для контроля однородности поля вносим катушку в центр магнита с передней ($V_{\text{перед}}$) и задней ($V_{\text{зад}}$) стороны установки. Для повышения точности калибровочные измерения проведём при нескольких значениях тока через катушку. Результаты представлены в Таблице 1. Здесь $V_{\text{сред}} = (V_{\text{перед}} + V_{\text{зад}})/2$. Погрешность измерений вольтметра 0.03% + 4 единицы последнего знака, в нашем случае первой частью погрешности можно пренебречь и принять $\sigma_V = 0.04\text{MB}$

V_R , мВ	3,52	5,35	7,14	8,90	10,53
$V_{\text{перед}}$, мВ	0,46	0,61	0,83	1,06	1,25
$V_{\rm зад}$, мВ	0,42	0,69	0,87	1,08	1,26
$V_{\rm cpeg}$, мВ	0,44	0,65	0,85	1,07	1,26

Таблица 1: Калибровочные измерения

Для наглядности результаты представим на Рис. 2. Коэффициент наклона графика:

$$k = 0.120 \pm 0.007$$

Коэффициент и его погрешность находились по формулам МНК с учётом того, что пря-

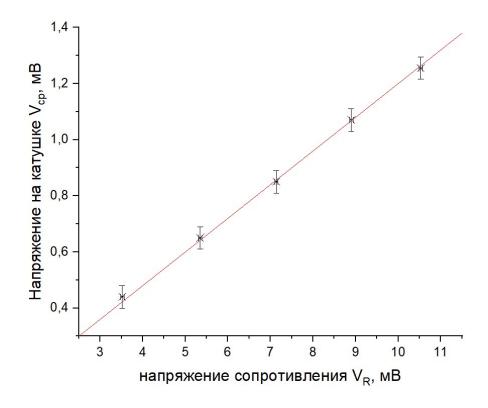


Рис. 4: График измерений

мая про- ходит через начало координат:

$$k = \frac{\langle V_{\text{сред}} V_R \rangle}{V_R^2}, \sigma_k = \frac{1}{\sqrt{n}} \sqrt{\frac{\langle V_{\text{сред}}^2 \rangle}{\langle V_R^2 \rangle} - k^2}$$

где n=5 - число точек. Теперь мы можем по- считать индукцию основного магнитного поля Π o (2)

$$B_0 = \frac{4kU}{\pi\omega d_{\text{Irpo0}}^2 N_{\text{Ipo6}}} = 4.2 \pm 0.2 \text{MTJ}$$

а погрешность рассчитывалась по формуле:

$$\sigma_{B_0} = \sqrt{\left(\frac{\partial B_0}{\partial k}\right)^2 \sigma_k^2 + \left(\frac{\partial B_0}{\partial U_R}\right)^2 \sigma_{U_R}^2 + \left(\frac{\partial B_0}{\partial d_{\text{npo6}}}\right)^2 \sigma_{d_{\text{npo6}}}^2}$$

Тогда g -фактор электрона будет по формуле (1) равен

$$g = \frac{hf_0}{\mu_B B_0} = 2.14 \pm 0.14$$

погрешность считалась по формуле

$$\sigma_g = \sqrt{\left(\frac{\partial g}{\partial f_0}\right)^2 \sigma_{f_0}^2 + \left(\frac{\partial g}{\partial B_0}\right)^2 \sigma_{B_0}^2}$$

Истинное значение g -фактора электрона g=2.0036 (значение взято из Глазков В.Н. Работа 10.1: Электронный парамагнитный резонанс. Дополнительное описание работы. МФТИ, 2016.) лежит в пределах погрешности.

Вывод

В данной работе был исследован ЭПР в молекуле ДФПГ, определяется g -фактор электрона $g=2.14\pm0.14$, а также измерена ширина линий \ni ПР $\Delta B=0.108\pm0.014$ мТл.