Московский физико-технический институт (национальный исследовательский университет) Факультет общей и прикладной физики

Лабораторная работа №6.10.4 (Основы современной физики)

Магнитный момент лёгких ядер

Работу выполнил: Дорогинин Демид, группа Б02-825

г. Долгопрудный 2021 год

Аннотация

В работе исследуется ядерный магнитный резонанс, наблюдается сигнал ЯМР от ядер водорода, опрееляется g-фактор для ядер фтора, наблюдается насыщение ядерного магнитного резонанса.

Теория

Рассмотрим ядро с магнитным моментом μ во внешнем поле с индукцией **В**. Взаимодействие магнитного диполя с внешним полем приводит к появлению дополнительной энергии

$$E = -(\boldsymbol{\mu}, \mathbf{B}).$$

Вектор μ ориентирован по направлению полного момента количества движения ${f M}$:

$$\mu = \gamma \mathbf{M},$$

где γ — гиромагнитное соотношение. Вводя ядерный g-фактор, значение которого постоянно на одном уровне,

$$g = \frac{\hbar}{\mu_{\rm H}} \gamma,$$

перепишем в виде

$$\mu = \frac{\mu_{\text{\tiny M}}}{\hbar} g \mathbf{M}.$$

Квадрат вектора \mathbf{M} и его проекция определяются формулами

$$\mathbf{M}^2 = \hbar^2 I(I+1), \ M_z = m\hbar,$$

гдн I, целое или полуцелое число, – спин ядра, а m – целое число, по модулю не превосходящее I. Тогда, проектируя $\mathbf M$ и $\boldsymbol \mu$ на направление вектора B, получим

$$\mu_B = \frac{\mu_{\scriptscriptstyle \rm H}}{\hbar} g M_B = \mu_{\scriptscriptstyle \rm H} g m.$$

Таким образом, разница между расщепившимися уровнями энергии будет

$$\Delta E = B \Delta \mu_B = B \mu_{\rm g} q$$
.

Между компонентами расщепившегося уровня могут происходить электромагнитные перезоды. Переходы с нижних компонент на верхние требуют затрат энергии и происходят лишь под действием внешнего высокочастотного поля. Энергия квантов, вызывающих электромагнитные переходы, точно определена, стало быть явление носит резонансный характер. Соответствующая частота

$$\omega = \frac{\Delta E}{\hbar} = \frac{\mu_{\text{R}}}{\hbar} Bg. \tag{1}$$

Возбуждение переходов между компонентами расщепившегося ядерного уровня носит название *ядерного магнитного резонанса*.

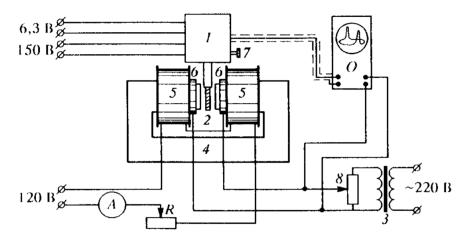


Рис. 1: Схема установки.

Установка

На Рис. 1 изображена схема установки. Образец 2 помещён внутрь катушки, входящей в состав генератора. Генератор представляет собой часть индикаторной установки 1, магнитное поле в образце создаётся с помощью электромагнита 4. Основное магнитное поле создаётся с помощью катушек 5, питаемых постоянным током. Величина тока регулируется реостатом R и измеряется амперметром A. Небольшое дополнительное поле возбуждается модулирующими катушками 6, присоединёнными к сети переменного тока через трансформатор 3. Напряжение на катушках регулируется потенциометром 8.

Основной частью установки является генератор слабых колебаний. Он представлет собой усилитель с положительной обратной связью, благодаря которой поддерживается непрерывная генерация. Катушка с образцом и находящийся в ящике 1 конденсатор переменной ёмкости образуют сеточный контур генератора. Ёмкость конденсатора можно менять, поворачивая лимб 7. При наступлении ЯМР поглощение энергии в образце увеличивается, добротность сеточного контура падает и амплитуда генерации уменьшается. Высокочастотный сигнал с генератора усиливается и детектируется.

Детектирование сигнала ЯМР осуществляется с помощью промышленного прибора. Модуляция магнитного поля осуществляется с помощью небольшой катушки, частота модуляции ≈ 50 Гц. В зазоре электромагнита устанавливается холловский измеритель магнитного поля, а измерения ЯМР проводятся на резине (измеряется ЯМР на протонах), тефлоне (в состав входит фтор) и тяжелой воде.

Сигнал ядерного магнитного резонанса наблюдается на экране осциллографа. На рис. 2 вверху изображен временной ход магнитного поля электромагнита. Как уже отмечалось, постоянная часть поля создается основными, а переменная — модулирующими катушками. При правильной настройке установки магнитное поле колеблется около резонансного значения, пересекая его два раза за каждый период изменения тока в модулирующих катушках. Как видно из Рис. 2, время, проходящее между следующими друг за другом пересечениями, одинаково при точном равенстве постоянного магнитного поля резонансному значению B_0 (Рис. 2a) и различается при неточном их соответствии (Рис. 2б) основной составляющей магнитного поля.

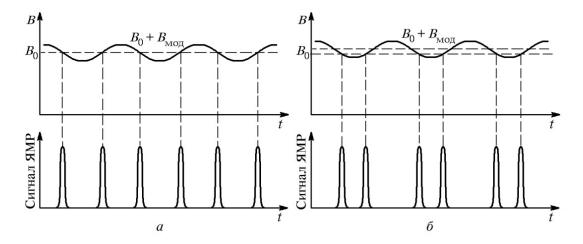


Рис. 2: Временная зависимость магнитного поля и сигнала ядерного магнитного резонанса.

1 Выполнение и обработка данных

Найдём рещонансную частоту $f_{\rm pes}$ для четырёх различных образцов, после через с помощью детектора Холла определим магнитное поле в щели прибора. Результаты в Таблице 1.

$N_{\overline{0}}$	Образец	$f_{ m pes},{ m M}\Gamma$ ц	$B_{ m xonn}$, м ${ m Tn}$	B_0 , мТл
1	Резина	9.88	229	232.0
2	Тефлон	9.87	243	231.9
3	Вода	9.37	227	228.5
4	Тяжелая вода	3.42	521	522.3

Таблица 1: Результаты измерения постоянного магнитного поля и резонансной частоты.

Для каждого образца вычислим g-фактор и магнитный момент ядра, далее используем ядерный магнетон

$$\mu_{\text{\tiny H}} \approx 5.05 \cdot 10^{-27} \; \frac{\text{Дж}}{\text{Тл}}.$$

1.1 Образецы №1 и №3 – резина и вода (ЯМР на протонах)

Величина ядерного *д*-фактора для протона определяется по формуле

$$g_p = \frac{hf_0}{\mu_{\rm g}B_0}$$

Так как угловой момент протона определяется только его спином, то по величине g-фактора легко рассчитать и магнитный момент

$$\mu_p = g_p \mu_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}} I = \frac{g_p}{2} \mu_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}}.$$

В результате вычисленные значения совпали с табличными.

$$\mu_{p_{\text{mag}}} = 2.7928 \mu_{\text{H}}.$$

1.2 Образец №2 – тефлон (ЯМР на ядрах фтора)

Аналогично вычисляется величина *g*-фактора ядра фтора, а затем его магнитный момент. Величина *g*-фактора и магнитного момента близка к значению для протона, так как орбитальное движение протона не вносит вклад в магнитный момент этого ядра, и он определяется только спином протона.

$$\mu_{\rm F_{\rm ma6\,II}} = 2.6285 \mu_{\rm H}$$
.

1.3 Образец №4 – тяжелая вода (ЯМР на дейтронах)

Здесь измеряется ЯМР на дейтронах. Величина g-фактора определяется по аналогичной формуле.

Спин дейтрона равен 1, поэтому его магнитный момент

$$\mu_p = g_p \mu_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}} I = g_p \mu_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}}$$

При этом табличное значение:

$$\mu_{\rm D_{mafin}} = 0.857 \mu_{\rm M}$$

Предположим, что основное состояние дейтрона является не чистым S-состоянием, а смесью состояний 3S_1 и 3D_1 (с L=2). Если $P_{\rm S}$ и $P_{\rm D}$ – статистические веса этих состояний, то

$$\mu_d = \mu_n + \mu_p - \frac{3}{2} \left(\mu_n + \mu_p - \frac{1}{2} \right) P_{\rm D}$$

Отсюда, зная табличные значения магнитных моментов протона и нейтрона и используя найденное значение магнитного момента дейтрона, найдем $P_{\rm D}$:

$$\mu_p = 2.792763\mu_{\text{H}}, \ \mu_n = -1.91315\mu_{\text{H}}$$

$$P_{\rm D} = \frac{2}{3} \frac{\mu_n + \mu_p - \mu_d}{\mu_n + \mu_p - \frac{1}{2}} = (5.0 \pm 1.6)\%$$

Итоговые реультаты представим в Таблице 2.

№	Образец	$g_{\scriptscriptstyle\mathrm{H}}$	$\sigma_{g_{\scriptscriptstyle \mathtt{H}}}$	$\mu, \mu_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}}$
1	Резина	5.59	0.05	2.79
2	Тефлон	5.35	0.05	2.67
3	Вода	5.38	0.05	2.69
4	Тяжелая вода	0.85	0.01	0.85

Таблица 2: Результаты вычисления q-факторов и магнитных моментов ядер.

2 Вывод

В ходе работы были вычислены магнитные моменты протона, дейтрона и ядра фтора на основе измерения их g-факторов методом ядерного магнитного резонанса (ЯМР). Полученные данные сравнивались с вычислениями магнитных моментов на основе кварковой модели адронов и одночастичной оболочечной модели ядер.

В результате магнитный момент и g-фактор протона хорошо согласуются с табличными значениями, значения магнитного момента и g-фактора ядра фтора оказались близки к соответствующим значениям для протона, как и предсказывает теория, для дейтрона проведен расчёт статистического веса состояния 3D_1 .

Список литературы

[1] Игошин Ф.Ф., Самарский Ю.А., Ципенюк Ю.М. Лабораторный практикум по общей физики: Учеб. пособие для вузов. Т3. Квантовая физика.. М.: Физматкнига - 2005.