Лаборатория мезонной физики конденсированных сред в 2018 году





Научная сессия ОФВЭ, 24 декабря 2018 г.

Штат лаборатории МФКС:

Воробьев С.И.

Щербаков Геннадий Васильевич Геталов Александр Леонидович Комаров Евгений Николаевич Котов Сергей Арестович Барсов Сергей Григорьевич Микиртычьянц Сергей Михайлович Дзюба Алексей Александрович Виноградова Людмила Леонидовна Чёрная Елена Николаевна

- и.о. зав. лаб., к.ф.-м.н.
- C.H.C.
- с.н.с., к.ф.-м.н.
- с.н.с., к.ф.-м.н.
- C.H.C.
- с.н.с., к.ф.-м.н.
- с.н.с., к.ф.-м.н.
- с.н.с., к.ф.-м.н.
- ст. лаб.
- ст. лаб.

Уволились в 2018 году:

Андриевский Дмитрий Сергеевич

- аспирант СПбГУ (0,5 лаб.-исслед.)



n

ОСНОВНЫЕ НАПРАВЛЕНИЯ ИССЛЕДОВАНИЙ в 2018 году:

1. Продолжались исследования фазовых переходов и распределения локальных внутренних магнитных полей в образце Tb_{0.95}Bi_{0.05}MnO₃ и TbMnO₃.

Совместно с ФТИ им. А.Ф.Иоффе РАН, Санкт-Петербург.

2. Исследование наноструктурированных магнитных систем.

- завершена обработка результатов исследования феррожидкости в зависимости от концентрации магнитных наночастиц CoFe₂O₄ диспергированных в воде H₂O;
- проведены предварительные эксперименты по изучению распределения магнитных однодоменных наночастиц CoFe₂O₄ с объемной концентрацией 0%, 1%, 5%, 10%, 15% покрытых слоем додецилсульфата натрия NaCH₃(CH₂)₁₁OSO₃ (SDS) и слоя лауриновой кислоты C₁₁H₂₃COOH (LA) в

эластомерной матрице. Совместно с ОИЯИ (Дубна); Horia Hulubei National Institute of Physics and Nuclear Engineering, Bucharest, Romania; Center for Fundamental and Advanced Technical Research, Timisoara, Romania;

Department of Physics Polytechnika University of Buchareste, Romania.



R = -OH, -CH=CH₂, -CH₃, or another alkyl or aryl group

3. Продолжалась модернизация µSR-установки.

(Криогенная часть совместно с ЛКСТ ОФВЭ).

Проводилась работа по модернизации программного обеспечения, системы регистрации и сбора данных действующей µSR-установки. Изготовлена и протестирована новая криогенная часть установки.

А.Л. Геталов, С.И. Воробьев, Е.Н. Комаров, С.А. Котов, Г.В. Щербаков. *Программа MSR2016 для набора данных µSR-эксперимента*. Свидетельство о государственной регистрации программы для ЭВМ №2018615720 от 15.05.2018.

С.И. Воробьев, А.Л. Геталов, Е.Н. Комаров, С.А. Котов, Г.В. Щербаков. *µSR-исследования магнитных свойств легированных манганитов лантана*. Актуальные проблемы гуманитарных и естественных наук, № 6 (113), 2018, стр. 8 – 12.

Tb_{0,95}Bi_{0,05}MnO₃

Экспериментальные данные (временные спектры) аппроксимировали с помощью функции:

$$N(t) = N_0 \exp(-t/\tau_{\mu}) \left[1 + a G(t) + a_b \cdot G_b(t)\right] + B$$
(1)

где N_{θ} – нормировочная константа;

 τ_{μ} – время жизни мюона (2.197 мкс);

 a_{h} , $G_{b}(t)$ – доля конструктивного фона и его временная зависимость соответственно;

В- фон случайных совпадений.

Параметр (*a*) зависит от начальной поляризации остановившихся мюонов. Вид временной функции G(t) зависит от условий измерений и температуры образца. Так, лучшее описание временных спектров, полученных во внешнем магнитном поле, перпендикулярном начальному спину мюона, в интервале температур (70 ÷ 150) *К* достигнуто когда:

$a \cdot G(t) = a_1 \cdot exp(-\lambda_1 t) \cdot cos(2\pi F_1 t) + a_2 \cdot exp[-(\lambda_2 t)^2] \cdot cos(2\pi F_2 t)$ (2) Здесь $a_{I_1} a_2$ – парциальные амплитуды прецессии спина мюона на частотах F_1 и F_2 . Параметры λ_1 и λ_2 соответствуют скоростям затухания прецессии спина мюона.

При других температурах хорошее описание получается когда:

 $a \cdot G(t) = a_F \cdot exp(-\lambda_F t) \cdot cos(2\pi F t), \tag{3}$

где: (a_F , λ_F и F) – амплитуда, скорость затухания и частота прецессии спина мюона во внешнем магнитном поле соответственно.

При температурах образца меньших $T_N = 40 K$ нет прецессии спина мюона на частоте, соответствующей внешнему магнитному полю ($a_F=0$).

Временные спектры, измеренные в нулевом внешнем магнитном поле, обрабатывались по формуле (1) с фиксированной средней линией N₀. Форма временной зависимости была выбрана в виде:

$$a G(t) = a_s \cdot exp(-\lambda_s t) \tag{4}$$

для температур образца $T > T_N = 40 K$ и

$$a G(t) = a_s \cdot [1/3 + 2/3 \cdot \cos(2\pi Ft) \cdot \exp(-\Delta t)]$$
(5)

для температур образца $T < T_N = 40 K$.



Важно отметить, что сумма парциальных амплитуд $a_1 + a_2 = a_F$ для всех температур исследованного образца выше температуры Нееля $T = 40 \ K$. Это указывает на то, что никаких других каналов релаксации поляризации не существует в этом диапазоне температур.

При измерениях во внешнем магнитном поле в области температур (70 ÷ 150) *К* наблюдается расщепление функции релаксации на две компоненты по форме затухания: *лоренцевского* и *гауссова* типа.

Лоренцевское затухание связано с воздействием на мюон локальных полей с высокой динамикой, когда параметр $\lambda_F = \sigma^2 \tau_c$ и $\tau_c \ll t$, где τ_c – время корреляции поля с магнитным моментом мюона, t – время измерения.

Когда $\tau_c \geq t$, $\lambda_F = \sigma^2 t$ и в функции релаксации появляется компонента $exp(-\lambda^2 t^2)$, т. е. примесь гауссова затухания.

Наши измерения во внешнем магнитном поле при T = 290 K показали, что примерно для 50% остановившихся мюонов наблюдается гауссово затухание поляризации. Всё это наблюдается только во внешнем магнитном поле.





Наблюдается заметный рост частот прецессии спина мюона в области критических флуктуаций при температурах образца $T < 70 \ K$. При этом соотношение между частотами сохраняется $(F_2 > F_1)$ при всех температурах, при которых наблюдается расщепление функции релаксации на две компоненты.

Примерное равенство параметров $\lambda_1 \approx \lambda_2$ сохраняется практически во всём диапазоне температур, где они наблюдаются. Оба параметра растут по мере понижения температуры образца. При температурах $T < 70 \ K$ виден заметный рост скорости затухания.

Наблюдается постепенное **увеличение** потери поляризации счёт быстрой релаксации 38 при образца, понижении температуры начиная С T = 70 K. Сравнительный анализ температуры поведения параметров (λ_s и λ_F) при изменении температуры образца показывает, что в интервале температур (150÷290) $K \lambda_s \approx \lambda_F$, а различие между ними появляется при температурах меньших T = 150 K. $(\lambda_{F} - \lambda_{s})$ увеличивается Разница С понижением температуры образца. Это может быть связано с воздействием внешнего поля на динамику внутренних локальных магнитных полей. Ослабление динамики локальных полей приводит к увеличению τ_c , что в свою очередь увеличивает λ_{F} .

Таким образом, можно уверенно сказать, что внешнее магнитное поле приводит к двум наблюдённым эффектам: появляется расщепление в функции релаксации по форме самого затухания и заметно растёт скорость релаксации при температурах образца меньших T = 150 K.



Ниже температуры $T_N = 40 \ K$ в исследованном образце возникает магнитоупорядоченное состояние. При этом исчезает амплитуда прецессии спина мюона частоте $(a_{F}).$ внешнего магнитного на поля Наблюдаемая асимметрия а, оказалась существенно $a_0/3$. ожидаемой величины Появился меньше дополнительный канал быстрой деполяризации за счёт образования мюонных ферромагнитных пар. Такие пары образуются из-за двойного обмена между двумя соседними ионами Mn⁺³ и Mn⁺⁴. Такой эффект наблюдался при исследовании образцов RMn₂O₅. Этот же механизм, по-видимому, приводит к наблюдаемому уменьшению а, при приближении к температуре к температуре T_N со стороны высоких температур. Количество таких пар увеличивается и время жизни их так же растёт. Всё это происходит в тех случаях, останавливаются вблизи когда мюоны разновалентных пар (Мп⁺³–Мп⁺⁴).

Мюониевый канал релаксации поляризации возникает и в случаях остановок мюонов вблизи пар ионов марганца с одинаковой валентностью ($Mn^{+3}-M^{+3}$). Мюон попеременно взаимодействует с двумя e_g -электронами. Т.о., двойной обмен между соседними ионами ослабляется в циклоиде незначительно по сравнению с ферромагнитным состоянием и существует возможность образования мюония. Характерная частота для двойного обмена составляет v = $6.6 \cdot 10^{13}$ Гц. Частота сверхтонкого расщепления в свободном атоме мюония $v_0 = \omega_0/2\pi \approx 4.46 \cdot 10^9$ Гц. В случае быстрого обмена, когда $v >> v_0$, сверхтонкая связь в мюонии разрывается. Возникает прямое взаимодействие спинов мюонов со стохастическими внутренними магнитными полями циклоиды.

Исследование магнитных жидкостей

Завершена обработка экспериментальных данных по изучению феррожидкости

с концентрацией наночастиц CoFe₂O₄ в воде равной 0.5% и 3.0%



Распределение частиц по размерам с использованием трансмиссионного электронного микроскопа высокого разрешения. Были найдены следующие значения:

$$D_0 = 7.8 \pm 0.1$$

 $\sigma = 0.40 \pm 0.01$
 $\overline{D} = D_0 \cdot e^{\sigma^2/2} = 8.5$
 $(D, \overline{D}, \text{ и } D_0 \text{ в нм})$

Образцы феррожидкости CoFe₂O₄/LA/DDS-Na/H₂O

представляли собой суспензии нанодисперсного феррита кобальта $CoFe_2O_4$ в бидистиллированной воде H_2O , стабилизированные двумя слоями ПАВ (диэтилдитиокарбомат натрия (DDS-Na) и лоуриновая кислота(LA)). Объемная концентрация магнитных частиц составляла 0,5%, 3%. Средний диаметр 85 Å. При концентрации 3% в 1 мл феррожидкости содержалось 0,17г феррита кобальта, а на 1 г CoFe₂O₄ приходилось 0.25 г ПАВ.



Экспериментально установлено, что при малых концентрациях (менее 6-7%) наночастиц, намагниченность образца, как у парамагнетиков, хорошо описываются функцией Ланженевена.

Определён средний размер наночастицы: 8 ± 0.2 нм.

µSR-метод дает возможность установить размер магнитных нановкраплений в парамагнитной матрице.



Результаты преобразования Фурье μ SR-данных для Си и для образца с концентрацией наночастиц CoFe₂O₄ 3%. Образец измерялся при 100 К в случае ZFC (верхний рисунок) и FC (нижний рисунок).

Из сравнения средних значений частоты FC прецессии мюонного спина В измерениях в температурном интервале 30-250 К и в ZFC измерениях в температурном 26–175 К следует, интервале что BO 525 Γc. поле внешнем магнитном образце наночастицы создают B дополнительное среднее магнитное поле около

$$\mathbf{B} = (\boldsymbol{\omega}_{\mathrm{ZFC}} - \boldsymbol{\omega}_{\mathrm{ZF}}) / \boldsymbol{\gamma}_{\mu} = 4.7 \pm 0.2 \ \Gamma c.$$

Фурье анализ µSR-данных показывает, что в феррожидкости магнитное поле отличается от внешнего поля не только по средней величине, но имеет место увеличение его дисперсии.

Как видно из рис. для образца с 3.0% концентрацией наночастиц, положение пика в Фурье спектре при ZFC измерениях совпадает с таковым для меди, при этом пик слегка расширен. В FC измерениях имеет мест значительное уширение и сдвиг пика в феррожидкости по сравнению с медью.



Поведение парциальных амплитуд прецессии спина мюона во внешнем поперечном магнитном поле 527 Гс демонстрируется на рисунках. На этих же рисунках показано поведение амплитуды прецессии спина мюона в образце H_2O . Следует отметить, что в интервале температур образца 150К ÷ 290К в обоих режимах измерений наблюдается одинаковое поведение парциальных амплитуд a_H и a_L . Что же касается суммы парциальных амплитуд, то оказалось, что во всех температурных точках она примерно на 20% меньше амплитуды полученной на чистой воде (H_2O). Такое отличие можно объяснить тем, что часть мюонов останавливается в самих наночастицах, где магнитное поле значительно больше внешнего магнитного поля.



На рисунке демонстрируется G(t) функция.

Виден вклад с амплитудой a=0.027(7), с затуханием $\lambda=24(6)$ мкс⁻¹ и частотой F=26.5(6) МГц, что соответствует магнитному полю 1.96(49) кГс. Это и есть намагниченность наночастицы.

Таким образом, мы выполнили прямое измерение намагниченности наноразмерного объекта.

Выводы:

- □ Были исследованы магнитные свойства феррожидкостей с концентрацией наночастиц CoFe₂O₄ в воде равной 0.5% и 3.0%.
- Результаты FC и ZFC измерений свидетельствуют о том, что однодоменная наночастица с размером около 8.5 нм имеет высокую константу анизотропии примерно равную 10⁶ эрг/см³ при 270 К.
- □ Величина дополнительного магнитного поля, создаваемого в феррожидкости наночастицами CoFe₂O₄ в случае FC измерений во внешнем магнитном поле 525 Гс для образца CoFe₂O₄/LA/SDS/H₂O с объемной концентрацией CoFe₂O₄ в H₂O равной 3.0% при 270 К составила 4.7 Гс.
- Впервые определили дисперсию магнитного поля, создаваемого наночастицами в феррожидкости: σ ≈ 1.9 Гс для ZFC и ≈ 6.9 Гс для FC измерений соответственно.
- □ Выполнили прямое измерение намагниченности наноразмерного объекта: ~ 1.96±0.49 кГс.

Изучение распределения магнитных наночастиц в эластомерной матрице

Образцы эластомера с объемной концентрацией 0%, 1%, 5%, 10%, 15% однодоменных наночастиц $CoFe_2O_4$ (покрытых слоем додецилсульфата натрия $NaCH_3(CH_2)_{11}OSO_3$ (SDS) и слоя лауриновой кислоты, $C_{11}H_{23}COOH$ (LA).

Sample volume=32cm³

$P_0: \Phi_1=0\%$	at	H=0kA/m;
$P_1: \Phi_1=1\%$	at	H=0kA/m;
P ₂ : Φ ₁ =5%	at	H=0kA/m;
$P_3: \Phi_1=10\%$	at	H=0kA/m;
$P_4: \Phi_1=15\%$	at	H=0kA/m

$P_{1m}: \Phi_1=1\%$	at	H=80kA/m;
$P_{2m}: \Phi_1=5\%$	at	H=80kA/m;
$P_{3m}: \Phi_1=10\%$	at	H=80kA/m;
P _{4m} : Φ ₁ =15%	at	H=80kA/m.





R = -OH, -CH=CH₂, -CH₃, or another alkyl or aryl group

В отличие от феррожидкостей, в эластомерной матрице легкой направление ОСИ магнитных наночастиц друг образцом макроскопическим относительно друга и с фиксированы и не могут быть изменены внешним магнитным и электрическим полями. Однако направление легкой оси наночастиц в образце зависит от условий изготовления образца эластомера. Применение внешнего магнитного поля в процессе отверждения образца может изменить распределение частиц в объеме образца и распределение ориентации легкой оси наночастиц в пространстве.

Магнитные и другие свойства, представляющие интерес для практического применения эластомера, могут варьироваться в зависимости от концентрации и распределения наночастиц в объеме образца, а также от простого пространственного распределения наночастиц. Прошло около 20 лет как в Государственном научно-исследовательском институте химии и технологии элементоорганических соединений был синтезирован магнитоэластик – эластичный магнитный эластомер, *изменяющий форму в магнитном поле*.

Несколько ранее, в США фирмами Ford и Lord Corporation, были изготовлены магнитореологические эластомеры, способные изменять упругость в магнитном поле, которые предполагалось использовать в качестве основного рабочего тела в перестраиваемых демпфирующих устройствах, амортизаторах.

В это же время в Будапештском технологическом институте синтезировали и интенсивно исследовали магнитный гель, который также деформировался в неоднородном магнитном поле.

Первоначально данный материал называли магнитоэластик, как бы подчеркивая высокую эластичность данного магнитного композита в отличие от традиционных известных магнитоэластов.

По составу такие магнитные композиты известны давно, и исследования их свойств были изложены в монографии «Магнитные эластомеры» М., Химия, 1987. 240 с., но в отличие от магнитоэластиков, магнитоэласты не способны изменять свои свойства в магнитном поле, а представляют собой или полимерные магниты или магнитодиэлектрики.

В ряде исследований этот материал называют магнитореологический эластомер, магнитный гель, эластомер-ферромагнитный композит, эластичный магнит, ферроэласт, магнитоконтролируемый эластомер, магнитоуправляемый эластомер, мягкий магнитный эластомер, магнитный полимер, магнитный гибридный эластомер. Состав материала простой – это композит магнитного наполнителя в эластичной полимерной матрице.

В целом данный материал относится к разряду так называемых «умных материалов» "smartmaterials" – *материалов способных обратимо изменять свои свойства под внешним воздействием*. После многочисленных исследований выявилось, что материал обладает широким набором интересных свойств, прояснился механизм явлений, появились модели, пытающиеся описать наблюдаемые явления.

На сегодняшний день при исследовании магнитоактивного эластомера выявлено ДВЕНАДЦАТЬ основных свойств.

Материал проявляет:

- магнитореологический эффект,
- ▶ магнитодеформационный,
- магнитострикционный эффект,
- эффект памяти формы,
- магнитоэлектрореологический эффект,
- магниторезистивный эффект,
- ▶ пьезорезистивный,
- магнитопьезорезистивный эффект,
- магнитооптический, магнитодиэлектрический,
- ▶ магнитоакустический эффект,
- пьезоэлектрический эффект.

Таким образом, магнитоактивный эластомер, исследования свойств которого началось 20 лет назад с магнитореологического эффекта, на сегодняшний день проявляет уже двенадцать различных эффектов, которые <u>начнут вскоре находить</u> <u>практическое применение</u>.



Синхроциклотрон СЦ-1000 с ноября 2017 по ноябрь 2018 отработал 2976 часов







Благодарим всех сотрудников Ускорительного отдела за их профессионализм и самоотверженный труд!



Модернизация установки Совместно с ЛКСТ

Для чего нужно:

- 1. Изменять температуру исследуемых образцов в диапазоне 25 300 К;
- 2. Стабильно работать при высоких температурах (200 300 К);
- 3. Исключить потери гелия 20% (независимая работа от Криогенной Станции);
- 4. Экономия ускорительного времени (автономная работа- без захода в зал и смены дьюара).







Искренне благодарим всех сотрудников ЛКСТ, и особенно благодарны Коченде Леониду Михайловичу за его самоотверженный труд по созданию данной установки.

Публикации за 2018 год:

•А.Л. Геталов, С.И. Воробьев, Е.Н. Комаров, С.А. Котов, Г.В. Щербаков. Программа MSR2016 для набора данных µSR-эксперимента. Свидетельство о государственной регистрации программы для ЭВМ № 2018615720 от 15.05.2018.

•С.И. Воробьев, А.Л. Геталов, Е.Н. Комаров, С.А. Котов, Г.В. Щербаков. *µSR*исследования магнитных свойств легированных манганитов лантана. Актуальные проблемы гуманитарных и естественных наук, № 6 (113), 2018, стр. 8 – 12.

•C. Fritzsch, S. Barsov, I. Burmeister, S. Dymov, R. Gebel, M. Hartmann, A. Kacharava, A. Khoukaz, V. Komarov, P. Kulessa, A. Kulikov, V. I. Kukulin, A. Lehrach, B. Lorentz, D. Mchedlishvili, T. Mersmann, M. Mielke, S. Mikirtychiants, H. Ohm, M. Papenbrock, M. N. Platonova, D. Prasuhn, V. Serdyuk, H. Ströher, A. Täschner, Yu. Valdau, C. Wilkin. *Experimental and theoretical study of deuteron-proton elastic scattering for proton kinetic energy between 882.2MeV and 918.3MeV*. Phys. Lett. B 784, 277(2018).

•D. Mchedlishvili, Z. Bagdasarian, **S.Barsov**, S.Dymov, R.Engels, R. Gebel, K. Grigoryev, J. Haidenbauer, M. Hartmann, A. Kacharava,I. Keshelashvili,A. Khoukaz,V. Komarov, P. Kulessa,A. Kulikov,A. Lehrach,N. Lomidze,B. Lorentz, G. Macharashvili, S. Merzliakov, **S. Mikirtychyants**, M. Nioradze, H. Ohm, M. Papenbrock, D. Prasuhn, F. Rathmann, V. Serdyuk, V. Shmakova, H. Stroeher, M. Tabidze, D. Tsirkov, Yu. Uzikov, Yu. Valdau, C. Wilkin. *Deuteron analysing powers in deuteron-proton elastic scattering at 1.2 and 2.27 GeV*. **Nuclear Physics A**, 977, 14-22 (2018).

•V.I. Komarov, D. Tsirkov, T. Azaryan, Z. Bagdasarian, B. Baimurzinova, **S. Barsov**, S. Dymov, R. Gebel, M. Hartmann, A. Kacharava, A. Khoukaz, A. Kulikov, A. Kunsafina, V. Kurbatov, Zh. Kurmanaliyev, B. Lorentz, G. Macharashvili, D. Mchedlishvili, S. Merzliakov, **S. Mikirtytchiants**, M. Nioradze, H. Ohm, F. Rathmann, V. Serdyuk, V. Shmakova, H. Stroeher, S. Trusov, Yu. Uzikov, Yu. Valdau, C. Wilkin. *Resonance-like coherent production of a pion pair in the reaction* $pd \rightarrow pd\pi\pi$ in the GeV region. **Eur. Phys. J. A** (2018) 54: 206.



План на 2019 год:

- 1. Завершение исследований фазовых переходов и распределения локальных внутренних магнитных полей в образце Tb_{0,95}Bi_{0,05}MnO₃. Совместно с ФТИ и.м.А.Ф.Иоффе, Санкт-Петербург.
- 2. Исследование наноструктурированных магнитных систем.

Изучение распределения магнитных наночастиц в эластомерной матрице.

Образцы эластомера с объемной концентрацией 0%, 1%, 5%, 10%, 15% однодоменных наночастиц $CoFe_2O_4$ (покрытых слоем додецилсульфата натрия $NaCH_3(CH_2)_{11}OSO_3$ (SDS) и слоя лауриновой кислоты, $C_{11}H_{23}COOH$ (LA).

Совместно с ОИЯИ (Дубна);

Horia Hulubei National Institute of Physics and Nuclear Engineering, Bucharest, Romania; West University of Timisoara, Timisoara, Romania; University Politehnica of Bucharest, Romania.

3. Модернизация установки.

Перевоз, монтаж и тестирование криогенной части установки на мюонном канале СЦ-1000.

