УДК 532.783

Магнитные жидкие кристаллы на основе координационных соединений

И. В. Овчинников, Ю. Г. Галяметдинов

ИГОРЬ ВАСИЛЬЕВИЧ ОВЧИННИКОВ — доктор физико-математических наук, профессор, заведующий лабораторией молекулярной радиоспектроскопии Казанского физико-технического института КНЦ РАН (КФТИ КНЦ РАН). Область научных интересов: физикохимия комплексов переходных металлов, металл-содержащие жидкие кристаллы, радиоспектроскопия, магнетохимия.

ЮРИЙ ГЕННАДЬЕВИЧ ГАЛЯМЕТДИНОВ — доктор химических наук, профессор, главный научный сотрудник лаборатории молекулярной радиоспектроскопии КФТИ КНЦ РАН. Область научных интересов: металлсодержащие жидкие кристаллы, физикохимия координационных и элементоорганических соединений.

420029 Казань, ул. Сибирский тракт, 10/7, КФТИ КНЦ РАН, тел. (8432)38-73-70, факс (8432)76-50-75, E-mail ovchinnikov@mail.knc.ru, galyametdinov@mail.knc.ru

Введение

Хорошо известно научное и практическое значение традиционных жидких кристаллов, построенных из органических молекул (мезогенов). Эти молекулы спонтанно, под влиянием дисперсионных сил и сил отталкивания, объединяются в супрамолекулярные ансамбли, образуя в определенном температурном интервале жидкую и вместе с тем упорядоченную по ориентациям молекул жидкокристаллическую фазу (мезофазу). Минимальное внешнее воздействие вызывает изменение физических макроскопических свойств жидких кристаллов. Именно такая чувствительность жидких кристаллов к внешним факторам служит основой для широкого применения их в качестве жидкой, но анизотропной среды в научных исследованиях, в различных приборах отображения и обработки информации (дисплеи компьютеров и телевизоров, индикаторы, оптические преобразователи и т.д.). В настоящее время известны многие тысячи органических жидких кристаллов, но лишь с начала 1980-х годов началась активная, целенаправленная работа по синтезу металломезогенов — металлсодержащих жидких кристаллов, образованных металлоорганическими и координационными соединениями. Новое междисциплинарное научное направление — «металломезогены», возникшее на стыке физики жидких кристаллов, координационной и органической химии, обогатило физику жидких кристаллов необычными электрическими, оптическими и, что самое главное, магнитными свойствами мезофаз, обязанными наличию атома металла в составе мезогенной молекулы.

Синтезом и исследованием металломезогенов занимаются в настоящее время многие лаборатории практически всех развитых стран мира [1—5]. Заметное влияние на становление и развитие этой области оказали идеи, выдвинутые и реализованные исследовательской группой Казанского физико-технического института. Отметим основные из них.

В качестве лигандов для получения металломезогенов предложены замещенные основания Шиффа [6] — один из наиболее популярных на сегодня класс лигандов в синтезе металломезогенов. Получены первые парамагнитные смектики [6] и нематики [7]. Показана принципиальная возможность существования металломезогенов с неплоским (пирамидальным) строением координационного узла [8]. Продемонстрирована определяющая роль геометрии хелатного узла в появлении мезоморфизма в металломезогенах [9].

Получен первый высокоспиновый (S=5/2) термотропный жидкий кристалл — мезогенный комплекс с атомом Fe^{III} [10]. Синтезированы полиядерные (гомо- и гетероядерные) мезогенные комплексы с металлсодержащим лигандом (производное ферроцена), в том числе нематики, имеющие в своем составе шесть атомов железа [11].

Развит метод ЭПР для исследования парамагнитных металломезогенов [12]. Предложена структурная классификация парамагнитных смектиков по данным ЭПР. Обнаружена новая низкосимметричная смектическая фаза [13].

Созданы первые жидкокристаллические каламитики (палочкообразные или планкообразные молекулы) с ионами редкоземельных элементов [14, 15]. Обнаружена рекордная для жидких кристаллов магнитная анизотропия некоторых из этих комплексов [16—19].

Жидкокристаллические комплексы лантаноидов как основа магнитных материалов

Создание магнитных (парамагнитных) жидкокристаллических координационных соединений открывает большие перспективы для исследования жидкокристаллического состояния благодаря уникальной чувствительности к этим объектам прямого метода их изучения — ЭПР.

Ориентационное поведение парамагнитных металломезогенов в магнитном поле отличается большим разнообразием и во многих случаях основано на конкуренции

между диамагнитной и парамагнитной анизотропией комплекса.

Для научного и практического применения особенно важно иметь жидкий кристалл с максимальной величиной магнитной анизотропии, поскольку именно она определяет ориентационное поведение мезофазы во внешнем магнитном поле. Выше указано, что рекордно высокая магнитная анизотропия обнаружена у комплексов лантаноидов. Кроме того, такой важный фактор для работоспособности магнетиков как снижение температур фазовых переходов и вязкости мезофаз этих соединений может быть достигнут путем вариации их анионного состава. Высокие температуры могут приводить к разложению соединений в мезофазе или в изотропной фазе, а от вязкости зависит степень управляемости мезофаз магнитным полем.

До начала выполнения нашего проекта синтезировались и исследовались жидкокристаллические и магнитные свойства лишь отдельных представителей лантаноидных мезогенов. Исследование более полного ряда и теоретическое осмысливание вариации свойств в пределах этого ряда являлось задачей проекта.

Помимо указанных основных задач, проект включал проблему создания мезогенных комплексов 3*d*-элементов с переменными спиновыми свойствами (высоко-низкоспиновыми переходами), т.е. поисковый синтез систем, сочетающих жидкокристаллические и спинпеременные (spin-crossover) свойства.

Мезогенные свойства азаметиновых комплексов лантаноидов с различным типом противоиона [20—24]

Синтезированы мезогенные комплексы ряда лантаноидов состава L_3LnX_3 с лигандами из класса азаметиновых соединений (основания Шиффа) и широким набором противоионов:

$$\mathsf{L}' = \mathsf{C}_n \mathsf{H}_{2n+1} \mathsf{O} - \mathsf{CH}_{\mathsf{N} - \mathsf{C}_m \mathsf{H}_{2m+1}} \mathsf{O} + \mathsf{CH}_{\mathsf{N} - \mathsf{C}_m + \mathsf{C}_m \mathsf{H}_{2m+1}} \mathsf{O} + \mathsf{CH}_{\mathsf{N} - \mathsf{C}_m + \mathsf{C}_m + \mathsf{C}_m + \mathsf{CH}_{2m+1}} \mathsf{O} + \mathsf{CH}_{\mathsf{N} - \mathsf{C}_m + \mathsf{C$$

$$\mathsf{L}'' = \mathsf{C}_n \mathsf{H}_{2n+1} \mathsf{O} - \bigvee_{\mathsf{O}} \mathsf{CO} - \bigvee_{\mathsf{O}} \mathsf{CH} \mathsf{N} - \mathsf{C}_m \mathsf{H}_{2m+1} \mathsf{O} - \bigvee_{\mathsf{O}} \mathsf{CH} \mathsf{N} - \mathsf{C}_m \mathsf{H}_{2m+1} \mathsf{O} - \bigvee_{\mathsf{O}} \mathsf{CH} \mathsf{CH} \mathsf{N} - \mathsf{C}_m \mathsf{H}_{2m+1} \mathsf{CH} + \mathsf{CH}_{2m+1} \mathsf{CH} \mathsf{CH}_{2m+1} \mathsf{CH} + \mathsf{CH}_{2m+1} \mathsf{CH}_{2m+1}$$

$$n = 12, m = 16, 18$$

 $X = CI^{-}, NO_{3}^{-}, I^{-}, C_{k}H_{2k+1}OSO_{3}^{-}, CHF_{2}(CF_{2})_{5}CH_{2}OSO_{3}^{-},$ $F(CF_{2})_{6}CH_{2}OSO_{3}^{-}; k = 2 - 18$

Структуры лигандов L и диамагнитного комплекса La подтверждены данными 1 H и 13 C ЯМР спектроскопии. Структура модельных немезогенных комплексов Dy $^{\parallel}$, Nd $^{\parallel}$, Tb $^{\parallel}$ состава L Ln(NO₃)₃ (n = 1, m = 4) установлена методом рентгеноструктурного анализа [24]. Ближайшее окружение иона лантаноида содержит три атома кислорода нейтрального лиганда и шесть атомов кислорода нитратных групп. Ион редкоземельного элемента девятикоординирован (искаженная квадратная антипризма), при этом лиганд находится в цвиттер-ионной форме (атом водорода смещен к атому азота). Жидкокристаллические свойства (температуры и тепловые эффекты фазовых переходов, тип мезофазы) определялись с

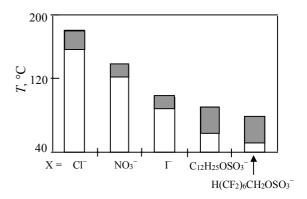


Рис. 1. Снижение температур фазовых переходов мезогенных комплексов $\mathbf{L}'_3 \mathbf{D}_{\mathbf{V}} \mathbf{X}_3$ при изменении противоиона X

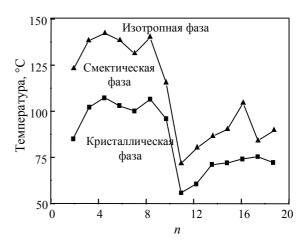


Рис. 2. Температуры фазовых переходов комплексов тербия L'_3 Тb $(C_nH_{2n+1}OSO_3)_3$:

- переход из кристаллической фазы в смектическую;
- ▲ переход из смектической фазы в изотропную;
- n число атомов углерода в алкилсульфатном ионе

использованием поляризационной микроскопии и дифференциальной сканирующей калориметрии.

Все исследованные соединения проявляют смектический мезоморфизм. Наиболее показательным результатом является сильная зависимость температур фазовых переходов из кристаллической в смектическую фазу и из смектической в изотропную фазу от природы противоиона (рис. 1). Аналогичные результаты получены и для подобных комплексов других элементов лантаноидного ряда. Межмолекулярные взаимодействия (между молекулами комплексов), определяющие температуры фазовых переходов, зависят также от объема противоиона и подвижности его концевых групп. Об этом свидетельствует, например, зависимость температур фазовых переходов от длины алкильной цепи в алкилсульфатном противоионе комплексов тербия (рис. 2). Близкие результаты получены и для аналогичных комплексов $\dot{\mathsf{E}}^{\mathsf{III}}$. Таким образом, варьируя тип и длину алкильных цепочек в противоионе, удается заметно снизить температуры фазовых переходов и, как будет показано ниже, вязкость смектических фаз лантаноидных мезогенных комппексов.

Магнитные свойства мезофаз на основе комплексов лантаноидов [20, 22, 23, 25—31]

Как известно, управление ориентацией и свойствами диамагнитных жидких кристаллов осуществляется воздействием внешнего электрического поля и основывается на анизотропии диэлектрических свойств среды. Ориентационная управляемость мезофазы магнитным полем зависит от величины магнитной анизотропии среды. Ориентирующий момент кручения, действующий на жидкий кристалл в электрическом (E) или магнитном поле (M), пропорционален $\Gamma_E \sim \Delta \varepsilon E^2$ и $\Gamma_H \sim \Delta \chi H^2$, соответственно, где $\Delta \varepsilon$ и $\Delta \chi$ — анизотропия диэлектрической и магнитной восприимчивости. Таким образом, увеличение $\Delta \varepsilon$ и $\Delta \chi$ предоставляет возможность уменьшения, при прочих равных условиях, величин ориентирующих полей.

В наших экспериментах магнитная восприимчивость и ее анизотропия измерялись с помощью созданного в рамках проекта оригинального магнитометра [28], а также стандартным методом Фарадея с использованием магнитных весов. Измерение магнитной анизотропии смектических мезофаз имеет свою специфику и требует некоторых пояснений. Смектическая фаза, в отличие от нематической, обычно обладает большой вязкостью, поэтому ориентация макроскопических образцов во внешнем поле достигается, как правило, лишь при переходе изотропной фазы в смектическую при охлаждении и не происходит в мезофазе в цикле нагревания образца. В локальной ориентационно скоррелированной группе молекул (домене) существует спонтанный ориентационный порядок в направлении, задаваемом единичным вектором \overline{n} (директором). Магнитная анизотропия определяется как $\Delta \chi$ = $\chi_{||} - \Delta \chi_{\perp}$, где χ — магнитная восприимчивость однодоменного образца, а индексы | | и \perp соответствуют значениям χ в параллельном и перпендикулярном направлении относительно директора \overline{n} . Величина $\Delta \chi$ определяется молекулярной магнитной анизотропией, а также межмолекулярными ориентирующими взаимодействиями и очень слабо зависит от внешнего поля. В отсутствие магнитного поля макроскопический образец представляет собой совокупность неориентированных областей (доменов) с разными направлениями директоров \overline{n} . Наблюдаемая в эксперименте разность значений магнитной восприимчивости в ориентированной магнитным полем (χ_{or}) и неориентированной изотропной фазе (χ_{is}), приведенных к одинаковой температуре, связана с магнитной анизотропией соотношением

$$\chi_{or} - \chi_{is} = 2P(H) \cdot \Delta \chi / 3 \tag{1}$$

где P(H) — параметр ориентационного порядка системы в магнитном поле H:

$$P(H) = \langle 3 \cos^2 \theta - 1 \rangle / 2$$
 (2)

здесь скобки < > означают усреднение по всем углам θ , образуемым направлениями директоров \overline{n} с магнитным полем H.

Поскольку энергия домена W в магнитном поле пропорциональна $W \propto -\Delta \chi H^2 \cos^2 \theta$, то в полностью ориентированной системе (монодоменный образец) P(H)=1

при $\Delta \chi > 0$, либо P(H) = -1/2 при $\Delta \chi < 0$; в изотропном (неориентированном) образце P(H) = 0.

Из приведенных пояснений следует, что для определения магнитной анизотропии $\Delta \chi$ требуется знание величины и знака параметра ориентационного порядка P(H). При исследовании нематических жидких кристаллов, состоящих из органических молекул, не возникает особых трудностей, поскольку обычно знак $\Delta \chi$ известен заранее, а параметр порядка P(H) принимает одно из своих предельных значений. Для парамагнитных металломезогенов часто неизвестны ни знак $\Delta \chi$, ни параметр порядка. Знак $\Delta \gamma$ (направление директора относительно магнитного поля) определяется независимыми экспериментами, например, из результатов рентгенофазового анализа ориентированных магнитным полем образцов [23, 32], методами ЭПР внедренных зондов [24] и двойного магнитного лучепреломления [16]. Что касается величины P(H), то определить ее в смектической фазе лантаноидов трудно, поэтому поступают так: полученные из (1) величины $\Delta \chi$ принимают за минимальные ($\Delta \chi_{min}$), т.е. не соответствующими полной ориентации образца и зависящими в некоторой степени от условий эксперимента (скорости охлаждения образца, формы контейнера). При этом следует ожидать, что в мезофазах с меньшей вязкостью измеренные значения $\Delta\chi_{min}$ приближаются к истинным значениям $\Delta \chi$. Таковыми среди исследованных нами жидкокристаллических соединений являются, по-видимому, комплексы с фторсодержащими анионами $(L')_3Ln(R_{(F)}SO_4)_3$ (рис. 3).

Как следует из представленной диаграммы, значения анизотропии магнитной восприимчивости некоторых лантаноидных мезофаз превышают в несколько сотен раз анизотропию обычных диамагнитных и парамагнитных (с 3*d*-ионами) жидких кристаллов.

Сравнительно низкая вязкость смектических мезофаз лантаноидов с алкилсульфатным и фторзамещенным противоионами подтверждается самим ходом ориентационного процесса, непрерывно продолжающегося при охлаждении мезофазы (рис. 4) в отличие от аналогичных соединений с противоионом NO_3^- , для которых ориентационный процесс происходит лишь в узком температурном интервале в окрестности фазового перехода «изотропная фаза—смектическая фаза».

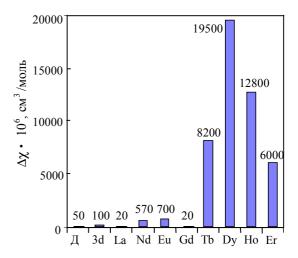


Рис. 3. Величины анизотропии магнитной восприимчивости диамагнитных (Д), парамагнитных (3d) жидких кристаллов и лантаноидных (4f) мезофаз с фторсодержащими анионами

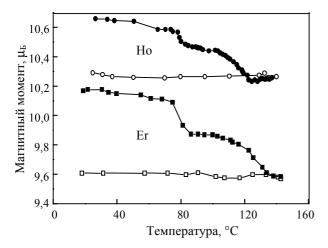


Рис. 4. Температурные зависимости эффективного магнитного момента $\mu_{3 \oplus}$ мезогенных комплексов $L'_3 Ln[F(CF_2)_6 CH_2 OSO_3]_3$, Ln = Ho, Er

О, ● — циклы нагревания, □, ■ — охлаждения.

Заметное различие величин магнитной анизотропии мезофаз лантаноидных комплексов с данным противо-ионом от длины его алкильной цепи (см. таблицу) можно связать с различием вязкости мезофаз этих соединений, хотя нельзя исключить и фактор некоторого различия в координации противоионов к центральному иону.

Таблица

Температуры фазовых переходов «кристаллическая фаза—смектическая фаза» [Cr—S] и «смектическая фаза—изотропная фаза» [I—S] и магнитная анизотропия мезогенных комплексов $L_3Ln(C_nH_{2n+1}OSO_3)_3$

Комплекс		Температура перехо- да, °C		Δχ _{min} ·10 ⁶ ,
Ln	n	[Cr—S]	[I—S]	см ³ /моль
Tb	2	44	84	-2300
	8	45	85	-2900
	10	56	71	-3100
	18	55	70	-3400
Er	2	69	129	3700
	8	71	95	3150
	18	56	73	1000

Характер изменения величин и относительных знаков анизотропии магнитной восприимчивости мезофаз двух серий лантаноидных комплексов с противоионами $C_{12}H_{25}OSO_3^-$ (рис. 5) и NO_3^- в основном соответствует предсказываемому теорией магнитной анизотропии изоструктурной серии лантаноидных комплексов Блини [33], адаптированной на мезофазы этих соединений. При этом следует учесть, что теоретические значения анизотропии получены с использованием упрощенного однопараметрического приближения, при котором выбирается единый для всего ряда параметр, характеризующий силу кристаллического поля. Для проведения более строгих теоретических расчетов, учитывающих полный потенциал кристаллического поля и вклады от возбуж-

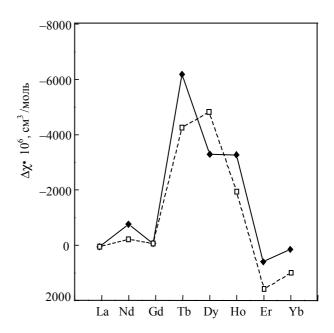


Рис. 5. Анизотропии магнитной восприимчивости жидких кристаллов на основе лантаноидных комплексов $L'_3Ln[C_{12}H_{26}OSO_3]_3$:

◆ — эксперимент,

— теория

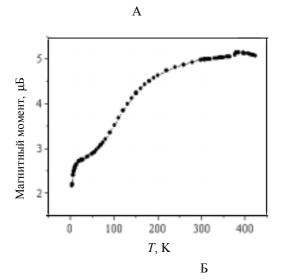
денных состояний, требуются точные рентгеноструктурные данные.

В ходе выполнения проекта были обнаружены необычные спиновые и электрические свойства жидкокристаллической фазы комплекса $LCrCl_3$, где L — азоциклический лиганд. Они свидетельствуют о наличии мягкой моды в спектре коллективных колебаний и связаны, повидимому, с переходом системы из параэлектрического в дипольно-упорядоченное состояние [34]. В этой системе обнаружен при низкой температуре магнитоэлектрический эффект нового типа, заключающийся в увеличении на 50% магнитного момента в температурном интервале 4,2—9,5 К при охлаждении системы [35].

Мезогенный комплекс железа со спин-переменными свойствами

Известно, что тиосемикарбазоны являются подходящим лигандом для создания комплексов Fe^{III}, обладающих спин-переменными свойствами [36]. Некоторые производные тиосемикарбазона

как оказалось, проявляют нематический мезоморфизм. Комплекс FeCl $_2$ L с заместителями R^2 , X^2 в лиганде L обладает смектической фазой, но не проявляет спинпеременных свойств. Комплекс состава Na[FeL $_2$], где в L R^1 = $C_{12}H_{25}$, X^2 = OH, проявляет спин-переменные свойства, но не образует жидкокристаллическую фазу. Поисковый синтез тиосемикарбазонных комплексов железа с желаемыми свойствами в настоящее время продолжается.



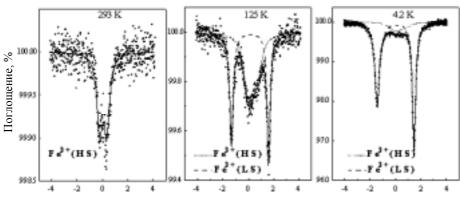


Рис. 6. Температурная зависимость магнитного момента комплекса [Fe(RSalen)₂] † PF₆ $^{-}$ (A) и мессбауэровские спектры комплекса 57 Fe III при температурах 293, 125 и 4,2 К (Б)

Скорость движения источника, мм/с

Успех был достигнут в результате синтеза комплекса $[Fe(RSalen)_2]^{\dagger}PF_6^{-}[37]$

$$\begin{bmatrix} C_{12}H_{25}O - \sqrt{C(O)O} - \sqrt{NH-C_2H_5} \end{bmatrix}^{+} PF_6^{-}$$

Это первый полученный комплекс, который проявляет как жидкокристаллические свойства (смектическая А фаза в интервале температур 115—146 °C), так и спинпеременные (рис. 6). Ряд особенностей, наблюдаемых в поведении магнитной восприимчивости жидкокристаллической фазы, а также влияние методов синтеза на характер спиновых переходов еще требует дополнительных исследований.

Заключение

Создание жидких кристаллов на основе комплексов лантаноидов, обладающих увеличенной более чем на два порядка магнитной анизотропией и существенно более низкой температурой фазовых переходов и вязкостью, несомненно служит стимулом развития магнитооптики жидких кристаллов. В отличие от достаточно хорошо изученной электрооптики жидких кристаллов их маг-

нитооптические эффекты исследованы еще слабо по причине того, что величины анизотропий диамагнитной восприимчивости $\Delta \chi$ диамагнитных жидких кристаллов сравнительно малы. Вместе с тем, действие магнитного поля на жидкий кристалл имеет определенные преимущества по сравнению с действием электрического поля, поскольку не сопровождается током ионов, часто осложняющих наблюдаемые эффекты, и электрохимическими процессами, снижающими долговечность работы жидкокристаллических ячеек. Технологическим преимуществом магнитоуправляемых жидкокристаллических ячеек является также отсутствие токопроводящих покрытий. В связи с заметным усилением магнитооптических эффектов редкоземельные мезогены можно считать перспективным материалом для научных исследований, в том числе и для поиска новых магнитооптических эффектов.

Это же обстоятельство (меньшие требования к очистке материала от свободных ионов) играет существенную

роль при практическом использомагнитного управления жидким кристаллом. Для мезофаз с большой магнитной анизотропией магнитное поле может служить также дополнительным (к электрическому) каналом управления, для создания, в частности, двухосного ориентационного порядка. Магнитные мезофазы на основе комплексов лантаноидов могут быть использованы для визуализации магнитных полей различных поверхностей, т.е. для целей магнитной дефектоскопии. Однако остается нереализованной пока важная задача — создание мезогенных лантаноидов, обладающих менее вязкой нематической фазой.

Особое значение имеет синтез первого комплекса, сочетающего

жидкокристаллические свойства со свойством изменять спиновое состояние в зависимости от температуры. Исследование таких систем позволит, вследствие чувствительности спинового состояния к межмолекулярным взаимодействиям, более глубоко понять природу жидкокристаллического состояния, а также детализировать механизмы кооперативных спиновых переходов. Дальнейшие усилия могут привести к использованию таких систем в устройствах записи и хранения информации.

* * *

Авторы и все участниками выполнения проекта благодарны Российскому фонду фундаментальных исследований (гранты № 96-03-32725 и № 99-03-32716) за поддержку этой работы, обеспечившей приобретение реактивов, необходимых для синтеза, оборудования и вычислительной техники для измерения ЭПР и магнитной восприимчивости при гелиевых температурах, а также доступ к центрам коллективного пользования рентгеноструктурных и ЯМР измерений, и возможность нашего участия в российских и зарубежных конференциях.

ЛИТЕРАТУРА

- Giroud-Godquin A.M., Maitlis P.M. Angew. Chem. Int. Ed. Eng., 1991, v. 30, p. 375.
- 2. Hudson S.A., Maitlis P. Chem. Rev., 1993, v. 93, p. 861.
- Bruce D.W. In: Inorganic Materials. Eds. D.W. Bruce, D.O' Hare, Chichester, England, 1992, p. 405.
- 4. *Полищук А.П., Тимофеева Т.В.* Успехи химии, 1993, т. 62, вып. 4. с. 318.
- Metallomesogens: synthesis, properties, and applications. Ed. J.L. Serrano. Weinheim, New York, Basel, Cambridge, Tokyo: VCH, 1996
- Овчинников И.В., Галяметдинов Ю.Г., Иванова Г.И., Ягфарова Л.М. Докл. АН СССР, 1984, т. 276, № 1, с. 126.
- 7. Галяметдинов Ю.Г., Закиева Д.З., Овчинников И.В. Изв. АН СССР. Сер. хим., 1986, № 2, с. 491.
- 8. *Галяметдинов Ю.Г., Иванова Г.И, Овчинников И.В.* Ж. общ. химии, 1984, т. 54, вып. 12, с. 2796.
- 9. *Галяметдинов Ю.Г., Бикчантаев И.Г., Овчинников И.В.* Там же, 1988, т. 58, вып. 6, с. 1326.
- 10. Галяметдинов Ю.Г, Иванова Г.И., Овчинников И.В. Изв. АН СССР. Сер. хим., 1989, № 8, с. 1931.
- 11. Галяметданов Ю.Г., Кадкин О.Н., Овчинников И.В. Там же, 1992, № 2, с. 402.
- 12. Овчинников И.В., Бикчантаев И.Г., Галяметдинов Ю.Г. В кн: Радиоспектроскопия конденсированных сред. М.: Наука, 1990 с 61
- 13. Овчинников И.В., Галяметдинов Ю.Г., Бикчантаев И.Г. Изв. АН СССР. Сер. физ., 1989, т. 53, № 10, с. 1870.
- 14. *Галяметдинов Ю.Г., Иванова Г.И., Овчинников И.В.* Изв. АН СССР. Сер. хим., 1991, № .5, с. 1232.
- 15. *Харитонова О.А., Просвирин А.В., Галяметдинов Ю.Г., Овчинников И.В.* Там же, 1996, № 9, с. 2331.
- 16. Овчинников И.В., Галяметдинов Ю.Г., Просвирин А.В. Изв. АН. Сер. хим., 1995, № 4, с. 787.
- 17. Галяметдинов Ю.Г., Атанассопоуло М., Хаазе В., Овчинников И.В. Коорд. химия, 1995, т. 21, № 9, с. 751.
- 18. Bikchantaev I., Galyametdinov Yu., Kharitonova O. e. a. Liquid Crystals, 1996, v. 20, № 4, p. 489.
- 19. Galyametdinov Yu., Athanassopoulou M., Griesar K. e. a. Chem. Mat., 1996, № 8, p. 922.
- 20. Овчинников И.В., Галяметдинов Ю.Г. Тр. XVI Менделеевского съезда по общей и прикладной химии, 1998, с. 230.

- 21. Галяметдинов Ю.Г., Иванова Г.И., Овчинников И.В. и др. Изв. АН. Сер. хим., 1999, № 2, с. 387.
- 22. Малыхина Л.В., Просвирин А.В., Овчинников И.В., Галяметдинов Ю.Г. В сб.: Структура и динамика молекулярных систем. Йошкар—Ола—Казань—Москва, 2000, с. 134.
- 23. Малыхина Л.В., Просвирин А.В., Хаазе В., Галяметдинов Ю.Г. Изв. АН. Сер. хим., 2001, № 1, с. 132.
- 24. *Binnemans K., Galyametdinov Yu., Deun R. e. a.* J. Am. Chem. Soc., 2000, v. 122, № 18, p. 4335.
- 25. *Туранов А.Н., Овчинников И.В., Галяметдинов Ю.Г. и др.* Изв. АН. Сер. хим., 1999, № 4. с. 694.
- Turanov A., Goncharov V., Galyametdinov Yu., Ovchinnikov I., Bruce D.W. Abstr. 6th Int. symp. on metallomesogens. June 10—13, 1999, Rotenburg a.d. Fulda, Germany, O14.
- 27. Galyametdinov Yu., Turanov A., Ovchinnikov I. e. a. Abstracts, Chemistry and characterization of mesophase materials, 17— 19 September, 2000, Bayreuth, Germany, P20.
- 28. *Гончаров В.А., Туранов А.Н.* Приборы и техника эксперимента, 1998, № 4, с. 145.
- 29. Туранов А., Овчинников И., Галяметдинов Ю. и др. Тез. І Науч. конф. молодых ученых, аспирантов и студентов научнообразовательного центра Казанского гос. ун-та, 20—21 октября, 2000, Казань, c48.
- Ovchinnikov I., Prosvirin A., Turanov A. Abstr. Eur. conf. on liquid crystals, April 25—30, 1999, Hersonissos, Crete, Greece, P1-098.
- 31. Turanov A., Ovchinnikov I., Galyametdinov Yu., Bruce D. Liquid Crystals, 2001, v. 28, № 6, p. 845.
- 32. Barbera J., Levelut A.M., Marcos M. e. a. Liquid Crystals, 1991, v. 10, № 1, p. 119.
- 33. Bleaney B. J. Magn. Res., 1972, v. 8, p. 91.
- 34. Домрачева Н.Е., Овчинников И.В., Туранов А. и др. Физ. твердого тела, 2001, т. 43, № 6, с. 1145.
- 35. Domracheva N.E., Ovchinnikov I.V., Turanov A., Lattermann G. Magnetoelectric effect in the paramagnetic chromium (III) mesogen. 7th Int. Symp. on Metallomesogens, June 6—9, 2001, Nagano, Japan, O18, p. 71—72.
- 36. Коган В.А., Зеленцов В.В., Ларин Г.М., Луков В.В. Комплексы переходных металлов с гидразонами: физико-химические свойства и строение. М.: Наука, 1990.
- Galyametdinov Yu., Prosvirin A., Ovchinnikov I. e. a. Abstr. Chemistry and characterization of mesophase materials, 17— 19 September, 2000, Bayreuth, Germany, P22.