Р.С. Кашаев<sup>1</sup>, С.Ф. Малацион<sup>1</sup>, Ф.М. Самигуллин<sup>2</sup>, В.Л. Матухин<sup>1</sup> <sup>1</sup>Казанский государственный энергетический университет <sup>2</sup>Казанский государственный технологический университет zamilid@kstu.ru

# ТЕМПЕРАТУРНАЯ ЗАВИСИМОСТЬ СТРУКТУРНО-ДИНАМИЧЕСКИХ ПАРАМЕТРОВ И МЕТОДИКА ЭКСПРЕСС-АНАЛИЗА ФИЗИКО-ХИМИЧЕСКИХ СВОЙСТВ ТОПЛИВНЫХ ВОДО-БИТУМНЫХ ЭМУЛЬСИЙ НА ОСНОВЕ МЕТОДА ПРОТОННОГО МАГНИТНОГО РЕЗОНАНСА (ЯМР)

## Введение

Мировая энергетика все в большей степени делает ставку на водо-битумные и водо-мазутные эмульсии как альтернативу нефтяным остаткам (мазуту) в качестве топлива для тепловых электростанций. В частности, за рубежом нашли широкое применение водные эмульсии на основе природного битума. Использование водо-битумных эмульсий в качестве котельных топлив дает ряд преимуществ, к которым относятся: высокая теплотворная способность, которая несколько ниже, чем у тяжелого котельного топлива, но значительно выше, чем у угля; быстрое и практически полное сгорание эмульсии и конверсия углерода; возможность сжигания эмульсий при малых концентрациях кислорода; низкая температура предварительного подогрева ее перед сжиганием - 60-65°C; низкая температура пламени, что приводит к снижению образования вредных выбросов, в частности, окислов азота NO<sub>v</sub> на 65-80%; концентрация золы после использования эмульсии составляет всего 0.07% вес., при этом зола на 95% растворима в воде и может быть использована в качестве источника металлов V и Ni, концентрация которых 260 мг/кг и 55 мг/кг, что в несколько раз больше, чем в золе мазута.

Республика Татарстан располагает огромными залежами природных битумов, из которых 850 млн т запасов уже могут быть введены в разработку. Перспективные ресурсы составляют 2.8 млрд т. Это огромный потенциал. Венесуэла, располагающая ресурсами природных битумов в 490 млн т, ежегодно добывает 6.5 млн т битума, который идет на производство водо-битумной топливной эмульсии и экспортируется во все страны.

Оптимизация технологии использования водо-битумных эмульсий требует тщательного изучения на молекулярном и атомарном уровне изменений их физико-химических свойств (ФХС) при нагреве. Механизм структурных превращений в данном альтернативном топливе в ходе температурного воздействия остается еще не раскрытым, и на настоящий момент не существует их физико-химической модели. Методы структурно-группового анализа (рентгено-структурный анализ, ИК-спектроскопия, ЯМР высокого разрешения) не дают об этом полной информации, т.к. не рассматривают протекающих процессов в динамике. В то же время есть основания полагать, что определяющая роль здесь принадлежит структурно-динамическим кооперативным эффектам при диффузии их компонентов и образованию надмолекулярных структур на границах раздела фаз вода/углеводород (битум, мазут). Изучение этих процессов может способствовать развитию теории жидкого и твердого состояния, поскольку природа кооперативных явлений определяется статистическими свойствами многих частиц и объединяет такие несхожие многофазные гетерогенные высокоэнергетические системы, как нефти и нефтяные остатки, твердые топлива, угольные суспензии и водонефтяные эмульсии.

Метод импульсного ядерного магнитного резонанса (ЯМР) является мощным инструментом анализа параметров молекулярного движения и кооперативных процессов. Метод дает информацию о физико-химических свойствах веществ при наличии установленных корреляций с параметрами ЯМР. Современные технологические процессы использования энергоресурсов требуют также внедрения новых методов экспресс-анализа топлив по широ-



Рис. 1. Температурная зависимость времен релаксации в венесуэльском битуме (месторождение «Ориноко»): 1, 2 – времена спин-решеточной релаксации  $T_{1D}$ ,  $T_{1E}$ , 3, 4, 5 – времена спин-спиновой релаксации  $T_{2D}$ ,  $T_{3R}$ ,  $T_{3R}$  соответственно.



Рис. 2. Температурная зависимость населенностей протонов  $P_{1D'}P_{2D'}P_{1E}$ ,  $P_{2E}$ ,  $P_{2E}$ , в венесуэльском битуме («Ориноко»).

кому набору показателей как инструмента управления процессом их использования. Экспресс-контроль важен для предупреждения техногенных аварий, рационального использования природных ресурсов и охраны окружающей среды. К таким современным способам технологического контроля и относится импульсный ЯМР, поскольку является экспрессным, неразрушающим, неконтактным методом, не требующим подготовки пробы и легко автоматизируемым. Однако отечественной промышленностью релаксометры ЯМР, а также промышленные анализаторы, основанные на данном явлении, не выпускаются. Поэтому методики экспресс-анализа на основе ЯМР на настоящий момент практически отсутствуют.

В данной работе ставилась задача применения разработанного нами ЯМР-анализатора к исследованиям изменений молекулярных структурно-динамических параметров водо-битумной эмульсии в ходе ее нагрева до температур, близких к кипению водной фазы. С другой стороны, ставилась задача разработки экспресс-методик для анализа ФХС данного альтернативного топлива.

#### Аппаратура, образцы и методики исследований

Исследования проводились на одном из разработанных нами (Идиятуллин и др., 1992; Кашаев и др., 1993) релаксометров ЯМР 03-08БК/РС, которые изготавливаются в КБ Резонансных комплексов по ТУ 25-4823764.0031-90 (zamilid@kstu.ru, kashaev1@fromru.com) и предназначены для измерения структурно-динамических параметров времен спин-решеточной  $T_1$  и спин-спиновой релаксации  $T_2$ , населенностей (концентраций) фаз, анализа нефтяных и гетерогенных систем: концентрации воды в топливах, сырой нефти и битуме, эксплуатационных параметров дорожных битумов, загрязненности почв нефтью и др.

Анализатор данного типа не требует подготовки образца и использования химических реактивов. Разработан также взрывозащищенный проточный промышленный полевой вариант ЯМР-анализатора.

Задание параметров импульсных последовательностей осуществляется через клавиатуру ЭВМ. Время измерения в среднем не более 2 минут. Чувствительность приемника не хуже 2 мкВ при отношении сигнал/шум = 2 и при диаметре ампулы образца D = Ø30 мм, Коэффициент чувствительности  $K = v_0^2 \cdot D^3 [Mгц^2 cm^3]$ , характеризующий релаксометр, составляет 1140 МГ $\mu^2$ см<sup>3</sup> (где  $\nu_0 = 5.65$  МГ $\mu$ частота протонного магнитного резонанса), что по резонансной частоте и ряду других параметров цены/качества выше характеристик ближайшего зарубежного аналога -"Maran" (Oxford Instruments, CIIIA) c  $v_0 = 2.2$  MF u. Fa6aриты электронного блока 175х200х400 мм, магнита - 150х 180х300 мм<sup>3</sup>, общая масса < 15 кг. Особенность прибора применение в качестве программатора многоканального генератора синхроимпульсов, управляемого в режиме реального времени персональным компьютером. Это расширяет возможности прибора, поскольку позволяет возлагать на программное обеспечение полную статистическую обработку и закладывать в него отработанные методики. Датчик размещен в зазоре малогабаритного постоянного магнита и соединен с приемопередатчиком одним радиочастотным кабелем. Динамический диапазон активного амплитудного детектора – не менее двух порядков. Настройка осуществляется с помощью ручек, выведенных на переднюю панель: ω<sub>0</sub> - подстройки частоты задающего генератора и H<sub>1</sub> регулировки амплитуды радиочастотных импульсов. Задание параметров импульсных последовательностей: Т – периода запуска, τ - временного интервала между 90<sup>0</sup> и 180<sup>0</sup> импульсами, N – числа 180<sup>0</sup> импульсов, n – числа накоплений осуществляется через клавиатуру ЭВМ и высвечивается на мониторе. Минимальный интервал между импульсами - 100 мксек, максимальное количество импульсов 10000, разрядность АЦП-8.

В качестве образцов для исследований использовались венесуэльский природный битум месторождения Ориноко и коммерческая водо-битумная эмульсия Orimulsion на его основе. Изучение их под микроскопом показало, что последний образец представляет собой двойную эмульсию, содержащую плотноупакованные с водной прослойкой частицы природного битума диаметром ≈ Ø100 мкм, в которых распределены мелкодисперсные капельки воды. Характеристика Orimulsion в сравнении с тяжелым котельным топливом (мазутом) и битуминозным углем (по данным производителя PDVSA) приведена в табл. 1.

Состав выбросов при сжигании Orimulsion-400 в сравнении с мазутом (в мг/кг выбросов) по данным университетов Урбино, Сассари, Volpe National Transportation Systems, Battele Ocean Sciences, Duxbury, MA, USA приведены в табл. 2.

Для анализа образцов методом импульсного ЯМР (релаксационная спектроскопия) использованы методики измерений времен спин-спиновой и спин-решеточной релаксации Карра-Парселла-Мейбум-Гилла и Хана (Bloembergen, 1948). 90-т-(180°-2т-),, где N - число 180°- импульсов. Измерения времен спин-решеточной релаксации Т., осуществлялись с использованием метода насыщения 90°τ-90°-τ<sub>0</sub>-180°. Применялись режимы измерений: период запуска T = 6 с, интервал между  $90^{\circ}$  и  $180^{\circ}$  импульсами  $\tau$  = 200 мкс - 400 мкс, числа 180° импульсов N = 5000, число накоплений n = 3 при измерениях водной фазы эмульсии. Параметры эксперимента T = 200 мс,  $\tau$  = 200 мкс, N = 100, n = 50-100 использовались при измерении в эмульсии битума и битумной фракции. Так, путем частой подачи импульсных последовательностей производилось насыщение водной фазы и наблюдался сигнал от фазы битума. Для температурных измерений использовался датчик ЯМР с термостатом с диапазоном температур нагрева до + 200°C.

Для исследований коэффициента самодиффузии (КСД), эмульсий нефти и воды применена методика, сочетающая Фурье-спектроскопию ЯМР и импульсный гра-

Показатели	Orimulsion 400	Мазут	VIOID
Теплотворная способность MI/кг	27.5	40	25-28
	60	86	60-65
Волород вес %	7	11	3-4
Cepa Bec %	2.8	1-4	04-25
A30T, Bec %	0.5	02-04	1-1.5
Зола. вес.%	< 0.1	< 0.1	5-20
Концентрация волы, вес.%.	29	0.3	5-20
Срелние размеры капель, мкм.	13-15	-	-
% капель с диаметром выше 100 мкм	< 1	-	-
Плотность (15 <sup>°</sup> С), г. мл.	1.00 - 1.02	0.93-1.03	-
Вязкость, мПа с при 30°С	200 - 350	2400	-
при 70°С	70 - 90	150	-
Температура вспышки, <sup>0</sup> С	$> 65 (> 100^{\circ}C)$	> 60	-
Температура плавления. <sup>0</sup> С	3 ÷ - 3	30	-
Концентрация ПАВ в эмульсии. %	0.2	_	-
Площадь раздела фаз, м <sup>2</sup> /дм <sup>3</sup>	500	-	-

Табл. 1. Физико-химические характеристики исследованного образца.

диент магнитного поля (Архипов, Идиятуллин, 1997). Измерения спектров ЯМР и КСД производились Идиятуллиным З.Ш. на спектрометре ЯМР ВР BS-567 (Tesla) 100 Мгц.

Измерения вязкости проводились на усовершенствованном капиллярно-поршневом вискозиметре ВКГП-1 (Самигуллин и др.). Технические характеристики прибора не уступают ротационным, а по точности (0.3%) превосходят их на порядок. Диапазон напряжений сдвига на стенке капилляра составляет  $\tau_{\rm R} = 0.1 - 100$  Па, диапазон скоростей сдвига  $\gamma_{\rm R} = 1 - 10^3$  с<sup>-1</sup>, диапазон измеряемой вязкости  $10^{-3} - 10^2$  Па·с перекрывается применением капилляров с радиусами R = 0.228, 0.391, 0.840 мм при длине L = 53·10<sup>-3</sup>м. Объем исследуемого образца составляет V = 3 – 10 см<sup>3</sup>.

Погрешности измерений могут происходить от нестабильности образцов и условий эксперимента, погрешностей аппаратуры и обработки данных.

Деструкцией битума и нестабильностью эмульсии, повидимому, можно пренебречь, поскольку по паспортным данным стабильность водо-битумной эмульсии (Orimulsion 400) составляет 90-115 дней, а максимальные температуры измерений, как правило (кроме отдельных высокотемпературных измерений в битумах до 180°С, после которых образцы уже не использовались), не превышали 90°С, что гораздо ниже температуры деструктивных процессов. Повторяемость амплитудных измерений при линейности амплитудного детектора 40 Дб составляла не менее 1%. Неоднородность поля Н, минимизировалась использованием рулонной катушки датчика, которая имеет в 75% объема неоднородность  $\delta H_1 < 2\%$ . Погрешность от нестабильности поля  $H_1$  не превышала  $\delta_{H1} = 0.5\%$ . Погрешность от расстройки контура в резонанс легко устранялась путем подстройки резонансных условий перед каж-

	T <sub>1</sub> : T <sub>2</sub> : (MCeK)							
Параметры		Битум	* 11					
ЯМР		Dhiym	$10^{3}$	$T^{0}K(T^{0}C)$				
	3.35 (25)	3.155 (44)	3.04 (56)	3.4 (21)	3.155 (44	) 3.0	) (60)	
T <sub>1A</sub>	-	-	-	1586	1541	, ;	851	
T <sub>2A</sub>	-	-	-	1278	907		627	
T <sub>1B</sub>	-	-	-	767	651		-	
T <sub>2B</sub>	-	-	-	488	339		210	
T <sub>2C</sub>	-	-	-	380	36		19	
T <sub>1D</sub>	18	18	3	30	45		45	
T <sub>2D</sub>	0.8	1.5	1.3	0.8	6		25	
T <sub>IE</sub>	10	8	13	-	15		15	
T <sub>2E</sub>	0.2	0.5	3	-	1.6		3.5	
$\rho_2 \cdot 10^6  (\text{M/c})$	-	-	-	0.183	2.21	3	3.76	
ε·10 <sup>6</sup> (м)	-	-	-	0.064	0.077	(	).68	
$P_{2C}(\%)$	-	-	-	4.1	4.7 4.9		4.9	
	$T_1/T_2$							
$T_{1A}/T_{2A}$	-	-	-	1.24	1.7	1	1.36	
$T_{1B}/T_{2B}$	-	-	-	1.57	1.92		-	
$T_{1D}/T_{2D}$	22.5	12	2.3	37.5	7.5		1.8	
$T_{1E}/T_{2E}$	50	16	4.3	- 9.4 4.3			4.3	
Фазы	E <sub>A</sub> , 1	Е <sub>А</sub> , кДж/моль (ккал/моль) в водо-битумной эмульсии						
эмульсии			$\Delta(10^{3}/$	$(^{10}K) (^{0}C)$	<u></u>			
	3.31-3.28	3.27-3.15	3.15-3.0	3.4-3.3	3.4-3.3 3.3-3.15 3.15-		3.0-2.7	
	(26-32)	(33-44)	(44-60)	21-30	(30-44)	44-60	60-97	
А (по Т <sub>1А</sub> )	-	-	-	-11.07 (-2.65)				
А (по Т <sub>2А</sub> )	-	-	-	- 19.9 (-4.76)				
В (по Т <sub>2В)</sub>	-	-	-	-21.52 (-5.15)				
С (по Т <sub>2С</sub> )	-	-	-	-117.3	- 62.6	- 46.4	-14.13	
				(-28.1)	(-15.0)	(-11.1)	(-3.38)	
D (по Т-т)	22.42	18.45	63.69	69.02				
2 (110 1 20)	(5.36)	(4.40)	(15.24)	(16.51)				
Е (по Тът)	33.28	33.28	47.41	52.73				
( · 2L)	(7.96)	(7.96)	(11.34)	(12.61)				
F (по T <sub>2F</sub> )	-	- 21.02		-				
			(5.03)					

Табл. 2. Экспериментальные структурно-динамические параметры образца.

дым измерением, а расстройка в ходе эксперимента была минимальной, т.к. ширина полосы датчика  $\Delta f = 30$  кГц. Стабильность длительностей импульсов обеспечивалась цифровым способом их формирования. Стабильность питающих напряжений составляла  $\pm 0.2$  %. Стабильность температуры в термодатчике поддерживалась с точностью  $\pm 1^{\circ}$ С. Учитывая диапазон измерений, погрешность от нестабильности температурных условий нами оценена в  $\delta_{\rm T} = \Delta T/T = 2\%$ . Средний температурный коэффициент поля магнита составлял  $\delta_{\rm THO} = -4 \, 10^{-4}$  и при перепадах комнатной температуры  $\pm 5 \,^{\circ}$ С составляст  $\pm 20 \,$  кГц и не сказывается на настройке контура ЯМР. Таким образом, погрешность измерений не превышала  $\pm 3\%$ . Ошибка в определении энергий активации  $E_{\rm a}$  состояла из ошибок в определении  $\tau_{\rm o}$  и T; она составила

 $\delta_{\rm E} = \Delta E_{\rm a} / E_{\rm a} = \Delta \lg \tau_{\rm c} / \lg \tau_{\rm c} + \Delta T^{-1} / T^{-1} = \pm 6\%.$ 

# Результаты исследований и теоретическая интерпретация

Результаты исследований температурных зависимостей времен спин-спиновой  $T_{2D_{e}}T_{2E_{e}}T_{2F_{e}}$  спин-решеточной  $T_{1D_{e}}T_{1E}$  релаксации и населенностей протонов (концентраций протонов фаз с разной молекулярной подвижностью, характеризуемой временами релаксации  $T_{2D_{e}}T_{2E_{e}}T_{2F_{e}}$ )  $P_{2D_{e}}P_{2E}$  и  $P_{2F}$  для битума представлены на рис. 1 и 2, для времен  $T_{2A}$ ,  $T_{2B_{e}}T_{2C}T_{2D_{e}}$ , водной и битумной фаз в водобитумной эмульсии приведены на рис. 3. На рис.4 для нее представлена зависимость вязкости от  $T^{0}C$ .

Огибающая спада сигналов спин-эхо в методике КПМГ для битума может быть разделена на три компоненты и описана формулой:

$$A = \sum A_{0i} \exp\left(-t / T_{2i}\right) \tag{1}$$

Согласно общепринятой концепции строения нефтяных дисперсно-коллоидных систем фаза D может быть отнесена к маслам, Е – к сольватной оболочке сложных структурных единиц (ССЕ) битума, фаза F – к ядру ССЕ.

Для полученной на его основе водо-битумной эмульсии в результате использования нескольких режимов измерений наблюдались пять компонент  $T_{2A}, T_{2B}, T_{2C}, T_{2D}, T_{2E}$ . Первые две компоненты отнесены нами к свободной воде и воде в виде капелек, третья фаза  $T_{2C}$ , по-видимому, относится к протонам воды и ПАВ на межфазной поверхности вода/битум. Компоненты  $T_{2D}$  и  $T_{2E}$ , полученные после насыщения сигнала от водной фазы, определенно относятся к протонам битума водо-битумной эмульсии.

### Битум

Исследования температурных зависимостей времен релаксации битума (Рис. 1) показывают, что от комнатной температуры и выше в образце наблюдается две фазы, а начиная с 60°С – три фазы протонов, различающиеся разной степенью молекулярной подвижности, характеризуемые временами релаксации  $T_{2D}$ ,  $T_{2E}$ ,  $T_{2F}$  и населенностями протонов  $P_{2D}$ ,  $P_{2E}$  и  $P_{2F}$ . Температура, при которой начинает проявляться фаза F от протонов наиболее "замороженной" F фазы становится сравнимой с частотой ядерного магнитного резонанса), составляет 60°С. По данным времен спин-решеточной релаксации  $T_{1D}$  и  $T_{1E}$  в интервале 24 – 60 °С также наблюдается две фазы D и E.

С увеличением температуры наблюдается рост времен спин-спиновой релаксации, что свидетельствует о возрастании интенсивности молекулярного движения, приводящего к росту  $T_{2D}$ ,  $T_{2E}$ ,  $T_{2F}$ . Времена спин-решеточной релаксации  $T_{1D}$  и  $T_{1E}$  меняются слабо и их температурную зависимость можно идентифицировать с широким минимумом при  $10^3/T = 3.25$  ( $35^{\circ}$ С) для  $T_{1D}$  и  $10^3/T = 3.15$  ( $44^{\circ}$ С) для  $T_{1E}$ . В минимуме  $T_1$ , согласно теории ядерной магнитной релаксации (Вашман, Пронин, 1979), величина  $2\pi\nu\tau_c = 1$ , где  $\tau_c$  – время корреляции (жизни протона в определенной позиции). Следовательно, можно говорить, что в битуме время корреляции  $\tau_c = 2.8 \cdot 10^{-8}$  с для фазы D достигается при более низких температурах ( $35^{\circ}$ С), чем для фазы E ( $44^{\circ}$ С).

Температурную зависимость времен релаксации в битуме приблизительно можно разделить на три температурных интервала  $\Delta(10^3/T^0\text{K})$  (°C) с критическими точками фазовых переходов второго рода изменений структурнодинамическими параметров при  $10^3/T \approx 3.15$  (44°C) и 3.04 (60°C). Действительно (см. табл. 3), на границах температурных интервалов 25 - 44 °C, 60 – 44 °C и 60 - 95°C меняются энергии активации и отношения  $T_1/T_2$ . Значения энергий активации  $E_A$  молекулярного движения в табл. 3 получены с использованием ф-лы (2) (Вашман, Пронин, 1979) в предположении Аррениусовой зависимости для времен корреляции  $\tau_c = \tau_0 \exp(E_A/RT)$ , где  $\tau_0$  – предэкспоненциальный множитель, R – универсальная газовая постоянная:

$$E_{\Delta} = 19.13 \left[ T^{(1)}T^{(2)}/(T^{(2)}-T^{(1)}) lg(T_{2}^{(2)}/T_{2}^{(1)}) \right]$$
(2)

где T<sup>(1)</sup>, T<sup>(2)</sup>– температуры, при которых определяются времена релаксации T<sub>2</sub><sup>(2)</sup> и T<sub>2</sub><sup>(1)</sup>. Учитывался лишь внутримолекулярный вклад в релаксацию, обусловленный дипольдипольными взаимодействиями от вращательной диффузии, который в обычно выполняющихся для нефтяных дисперсных систем условиях высокотемпературного приближения  $\omega_0 \tau_c \ll 1$ , где  $\omega_0 = 2\pi v_0$  для протонов со спином I=1/2 и межпротонным расстоянием г<sub>іі</sub> записывается в виде:

$$(T_{2BH})^{-1} = 3 \gamma^4 h^2 \tau_C / 2\Sigma r_i^{-6}$$
(3)

где  $\gamma$  - гиромагнитное отношение, h – постоянная Планка. Результаты расчета значений  $E_A$  свидетельствуют о значительной заторможенности вращательного движения алифатических цепочек даже при достаточно высоких температурах. При этом максимальные  $E_A$  близки к значениям, характерным для потенциальных барьеров при стерических затруднениях молекулярного движения длинноцепочечных полимеров типа полиэтилена с  $E_A \approx 12-14$  ккал/моль (Самигуллин и др.).  $E_A$  сравнительно низко лишь при комнатных температурах, когда вся релаксация, по-видимому, обусловлена вращением концевых CH<sub>3</sub> – групп.

Населенности протонов с ростом температуры также меняются. Для фазы битума D населенность  $P_{2D}$  падает от 65% при комнатной температуре до 20% при 95°C. Для фазы E  $P_{2E}$  до температуры в 35°C вначале растет от 35% до 60%, а затем падает до 40-45%, в результате роста вклада от протонов внутренних слоев сольватной оболочки

10 <sup>3</sup> /T <sup>0</sup> K	3.51	3.47	3.41	3.30	3.195	3.09	2.915	2.83
( <sup>0</sup> C)	(12)	(15)	(20)	(30)	(40)	(50)	(70)	(80)
Вязкость $\eta_{\rm b}$ , спуаз	189.2	136.1	95.6	77.31	62.43	52.0	42.5	37.34
Е <sub>А</sub> Ккал/моль	-	12.42	12.42	4.46	4.46	4.46	3.13	3.13

Табл. 3. Температурная зависимость значений вязкости эмульсии.

(фаза F). То есть падение  $P_{2E}$  связано с проявлением при температуре 55°C вклада в населенности от "размороженных" протонов фазы F. Населенность  $P_{2F}$  во всем температурном интервале не меняется, что понятно, поскольку фаза F битума нами относится к протонам на поверхности ядра CCE, не подверженным "таянию".



Рис. 3. Температурная зависимость времен релаксации в водобитумной эмульсии: 1-  $T_{1A^*}$  2 -  $T_{2A^*}$  3 -  $T_{2B^*}$  4 -  $T_{2C^*}$  - времена релаксации водной фазы, 5 -  $T_{1D^*}$  6 -  $T_{2D^*}$  7 -  $T_{1E^*}$  8 -  $T_{2E}$  - времена релаксации битумной фаз.

#### Водо-битумная эмульсия

В двойной водо-битумной эмульсии (Orimulsion 400), полученной на основе венесуэльского битума, вода в виде капелек Ø10-15 мкм в основном содержится в каплях битума, между которыми имеется прослойка свободной воды. Это обеспечивает существенно меньшие значения вязкости 200-350 мПа по сравнению с 2400 мПа в мазуте. Измерения вязкости показали (Рис. 4), что кривые течения  $\gamma = f(\tau)$  эмульсии при всех температурах позволяют отнести ее к бингамовскому типу неньютоновских жидкостей. Реологическое уравнение для них можно записать в виде  $\tau_{R}$  -  $\tau_{Y}$  =  $\eta_{E}$ ,  $\gamma_{R}$ ,  $\tau_{R}$  >  $\tau_{Y}$ , где  $\eta_{E}$  – бингамовская пластическая вязкость,  $\tau_{\rm y}$  – предельное напряжение сдвига (предел текучести),  $\tau_{R}$  – напряжение сдвига на стенке капилляра, γ<sub>в</sub> - скорость сдвига на стенке капилляра. Предельное напряжение сдвига слабо зависело от температуры и в среднем составляло  $\tau_v \approx 0.5$  Па. Таким образом, измеренные вязкости представляли собой бингамовские вязкости, которые в зависимости от температуры менялись, снижаясь с ее ростом (см. табл. 4).

Ta6a 1					
1 аол. 4.	Параметры	1	2	3	4
Параметры дис-	КСД (D <sub>i</sub> ), м <sup>2</sup> /с	2·10 <sup>-13</sup>	5.10 -11	9.2.10 -10	2.4.10 -9
персного распреде-	P <sub>i</sub> , %	7.7	2.6	45.1	44.6
ления капель воды в	<r<sup>2&gt;·10<sup>12</sup>, м<sup>2</sup></r<sup>	0.01	2.50	46	120
эмульсии по данным	Ø·10 <sup>6</sup> , м	0.2	3.16	13.4	22
2					

измерений методом Фурье-преобразования спин-эхо в ИГМП.

Анализ вязкости  $\eta_{\rm F}$  показал, что при комнатных температурах энергия активации макромолекулярного движения Е<sub>дм</sub> = 12.42 ккал/моль в водо-битумной эмульсии практически совпадает с энергией активации молекулярного движения алифатических цепочек протонов Е \_ E = 12.61 ккал/моль (табл. 3) в сольватной оболочке сложных структурных единиц (ССЕ) битума (фаза Е). Это свидетельствует о том, что бингамовская вязкость η <sub>в</sub> определяется степенью молекулярной подвижности в сольватных оболочках ССЕ битуме. При 20 - 50 °С значения энергии активации макромолекулярного течения снижаются до Е<sub>дм</sub> = 4.46 ккал/моль, т. е. становятся близкими к E<sub>AD</sub> = 4.40 ккал/моль дисперсионной среды битума (фаза D). При более высоких температурах n , снижается еще больше, но начинается кипение эмульсии, которое в полной мере проявляется уже при 80°С. Среднее значение энергии активации составляет Е<sub>Аср</sub>= 18.01 кJ/моль (4.31 ккал/моль).

Температурная зависимость времен спин-спиновой релаксации воды (фазы A, B и C) показывает снижение времен при росте температуры. Такой ход зависимости может найти объяснение в рамках кооперативных корреляционных эффектов вблизи границ раздела фаз, которая имеет площадь 5000 м<sup>2</sup>/кг и толщину  $\approx$  20 -30 A и представляет собой прямую микроэмульсию типа битум в воде.

В пользу наличия процессов структурно-динамического упорядочения молекул воды в каплях эмульсии свидетельствует то, что отрицательный наклон температурной зависимости времен релаксации возможен под влиянием эффектов корреляции. Подобные корреляции в диффузии имеют место в упорядоченной, кристаллоподобной фазе и/или в фазе под высоким давлением и, рассматривая спин-спиновую релаксацию как результат модуляции диполь-дипольных взаимодействий при диффузионных скачках, следует ввести корреляционный множитель f, учитывающий тот факт, что перескоки атомов и молекул координированы, и всегда существует вероятность, что они вернутся в исходные позиции. Для простейшего случая, когда каждый скачок коррелирует с предшествующим, скачки изотропны и имеют одинаковую длину (Маннинг, 1971), фактор будет:

$$f = (1 + \langle \cos \theta \rangle) / (1 - \langle \cos \theta \rangle) \tag{4}$$

где  $\theta$  - угол между направлениями последовательных скачков. Если  $\theta = 180^{\circ}$ , т.е. атом, перескочив в новую позицию, вернулся обратно, то f = 0, эффект корреляции максимальный. Если углы скачков равновероятны, то эффект корреляции отсутствует,  $f \approx 1$ . Тогда реальная частота скачков  $v_{eff} = f v_c$  будет меньше частоты  $v_c$  случайного равновероятного перескока, а следовательно, эффективное время корреляции  $\tau_{eff}$  будет в  $f^{-1}$  раз больше, чем  $\tau_c$  для случая некоррелированного движения, поскольку  $\tau_{eff} = 1/v_{eff} = \tau_c/f$ .

Соответственно изменятся и уравнения для времен спин-спиновой релаксации (для случая Аррениусова характера функции корреляции):

$$T_{2}^{-1} = (2/5) \gamma^{4} h^{2} I(I+1) [3\tau_{c}/2f + 5\tau_{c}f/(f^{2} + \omega_{0}^{2}\tau_{c}^{2}) + \tau_{c}f/(f^{2} + 4\omega_{0}^{2}\tau_{c}^{2}) / \Sigma r_{ji}^{-6}$$
(5)

Для случая высокотемпературного приближения  $\omega_0 \tau_c << 1$  (который, очевидно, имеет место в нашем случае) получаем:

$$T_{2}^{-1} = (3/2) \gamma^{4} h^{2} \tau_{c} / f \cdot \sum r_{ii}^{6}, \qquad (6)$$

что дает значения времен релаксации меньшие по сравнению с тем, когда фактор корреляции не учитывается.

Коэффициент корреляции зависит от температуры, т.к. зависит от отношения частоты скачка примеси (молекул воды) к частоте скачков молекул растворителя (нефти), а каждая из этих частот имеет свою температурную зависимость. Это приводит к тому, что энергия активации диффузии определяется не по формуле случайной диффузии

$$\mathbf{E}_{\mathrm{AC}} = -\mathbf{k} \left[ \Delta(\mathrm{ln}\mathbf{D}) / \Delta(1/\mathrm{T}) \right], \tag{7}$$

где k – постоянная Больцмана, T – температура, а по ф-ле:

$$\mathbf{E}_{\mathrm{A}} = \mathbf{E}_{\mathrm{AC}} - \mathbf{k} \left[ \Delta(f) / \Delta(1/\mathrm{T}) \right]$$
(8)

Используя соотношение (8) можно оценить коэффициент корреляции для водонефтяной эмульсии. Для изотропной случайной диффузии молекул углеводородов в нефти по нашим данным соответствует энергия активации  $E_{AC} = 3.57$  ккал/моль, а водной фазе эмульсии наблюдаемая  $E_A = -1.82$  ккал/моль. Отсюда из (8) получим f = 0.272, что находится в области значений коэффициентов корреляции для двухмерной структуры, имеющей степень упорядоченности между решеткой типа медовых сот (f = 0.333) и неупорядоченной средой (f = 0). Таким образом, отрицательный наклон зависимости  $T_{2A}$ ,  $T_{2B}$  и  $T_{2C}$  для воды в водонефтяной и водобитумной эмульсии можно объяснить возникновением и нарастанием эффектов корреляции (кооперативности) диффузии в структуре раздела фаз.

Процессы структурно-динамического упорядочения молекул воды в виде групповой диффузии и структурирования на границах раздела фаз в каплях эмульсий, на наш взгляд, ответственны за "парадоксальное", с точки зрения авторов работы (Godefroy et al., 1999), уменьшение времен релаксации с ростом температуры и наблюдаемые отрицательные значения энергии активации  $E_A = -2 \div -2.8$  ккал/моль, которые они наблюдали для воды в порах Ø8÷140 мкм и которое объясняют наличием неких специфических протонов и таянием с температурой кластеров воды.

По-видимому, основной причиной отрицательного наклона температурной зависимости времен релаксации с отрицательными наблюдаемыми энергиями активации ( $E_{AA} = -2.65 - 4.76$  ккал/моль,  $E_{AB} = -5.15$  ккал/моль и  $E_{AC} = -3.38 - 28$  ккал/моль) для диффузии молекул воды является проявление механизма коррелированного движения молекул в каплях и, особенно, на границе раздела фаз.

Структурно-динамическим упорядочением воды в каплях можно объяснить также факт наблюдавшегося нами в эмульсиях значительного отличия ( $T_1/T_2 = 1.24-1.92$ ) времен спин-спиновой релаксации от спин-решеточной, даже в наиболее высокотемпературной области, где должно работать условие высокотемпературного приближения  $\omega_0 \tau_c << 1$ , при котором согласно всем существующим теориям магнитной релаксации  $T_1 = T_2$ . Очевидно, в капле и, особенно, на границе раздела фаз, даже при высоких температурах осуществляется кооперативная (парная и групповая) диффузия и не усредняются в полной мере дипольдипольные взаимодействия между протонами.

Температурная зависимость населенностей протонов фаз воды в эмульсии показывает, что с ростом T от 21 до 80 °C наблюдается некоторое перераспределение концентраций фаз молекул воды в капле. В частности,  $P_A$  падает от 60 до 38%,  $P_B$  вначале растет от 40 до 50%, затем падает до 10%,  $P_C$  растет от 2 до 52%.



Рис. 4. Температурная зависимость логарифма отношения вязкости к температуре h<sub>F</sub>/ T в водо-битумной эмульсии.

Таким образом, при высоких температурах резко набухает граница раздела фаз в каплях. Для населенностей протонов фракций D и E битума мы наблюдаем уменьшение населенностей  $P_D$  от 50 до 10 %, за счет фазы с  $P_E$ , возможно, связано с переходом парафиновых и нафтеновых молекул битума в структуру границы раздела фаз.

## Методики определения дисперсного распределения капель воды в эмульсии

Значения времен релаксации позволяют оценить параметры дисперсного распределения капель в эмульсии путем использования зависимостей полученных нами для нефти в диапазоне плотностей  $\rho = 873-901$  кг/м<sup>3</sup> (Кашаев, 1999). Значения среднеарифметического диаметра  $D_{ca} = \sum N_i D_i / \sum N_i$ , по полученным временам спин-спиновой релаксации  $T_{2B}$ нами оцениваются равными:  $D_{ca} = 6 \pm 1.5$  мкм.

Для анализа водонефтяных эмульсий мы использовали метод, сочетающий импульсную Фурье-спектроскопию и импульсный градиент магнитного поля (ИГМП), алгоритм которого заключается в следующей последовательности: 1. Включении в интервал 90°-т-180° двух импульсов градиента магнитного поля в пределах интервала спада свободной индукции ССИ-180° и 180°-спин-эхо, с меняющимся градиентом  $G_{ZN}$  в соответствии с  $G_{ZN}$  = 0.0098 (54.6533 N + 270808), где N - число шагов; 2. Фурьепреобразовании правой части сигнала спин-эхо в зависимости от величины градиента; 3. Измерении зависимости площади S(2т) пика линии спектра соответствующей компоненты в спектре, позволяющей отделять анализируемую компоненту от остальных пиков; 4. Анализе зависимости  $\ln[S_{i}(2\tau)/S(0)]$  от K =  $\gamma^{2}\delta^{2}(\tau - \delta/3) G_{ZN}^{2} \cdot 10^{5}$ , где  $\delta$  - длительность ИГМП,  $\tau = 50$  мс - интервал между импульсами.

Анализ данной зависимости для исследованной водо-битумной эмульсии позволил различить четыре компоненты с КСД и соответствующими населенностями, сведенными в табл. 5. Используя известное соотношение между КСД D<sub>i</sub>, временем измерения  $\tau = 50$  мс и среднеквадратичным расстоянием  $< r^2 >$  перемещения молекулы воды за время измерения  $< r^2 > = D\tau$  и предполагая, что  $< r^2 >$  будут определяться размерами капель, могут быть определены диаметры капель (табл. 5). Как мы видим, 89.7% капель имеют диаметры в диапазоне 9.6 – 15.4 мкм, что несколько отличается от рекламных параметров  $\oslash 13-15$  мкм для 100% капель в "Orimulsion".

### Выводы

Температурную зависимость времен релаксации в Венесуэльском битуме можно разделить на три температурных интервала  $\Delta(10^3/T^0K)$  (°C) с точками фазовых переходов второго рода и разными энергиями активации молекулярного движения. Это указывает на структурно-динамические изменения в битуме в ходе нагрева.

Это приводит к температурной зависимости бингамовской вязкости η <sub>в</sub>, определяемой степенью молекулярной подвижности в сольватных оболочках сложных структурных единиц битума.

В каплях воды в эмульсии имеют место процессы структурно-динамического упорядочения молекул, о чем свидетельствует факт отрицательного наклона температурной зависимости времен релаксации, который возможен под влиянием эффектов корреляции. Подобные корреляции в диффузии имеют место в упорядоченной, кристаллоподобной фазе и/или в фазе под высоким давлением.

Предложены методики определения дисперсного распределения капель воды в эмульсии: а) по значениям времен релаксации и б) сочетающие импульсную Фурье-спектроскопию и импульсный градиент магнитного поля. Сравнение полученных данных с паспортными для водобитумной эмульсии указывает на некоторое отличие, тем не менее не умаляющие их значение ввиду экспрессности метода.

#### Литература

Архипов В.П., Идиятуллин З.Ш. Определение размеров микрокапель по данным самодиффузии отдельных компонент микроэмульсий. Структура и динамика полимерных систем. Ч.1. 1997. 55-57.

Ватман А.А., Пронин И.С. Ядерная магнитная релаксация и ее применение в химической физике. М. Наука. 1979.

Идиятуллин З.Ш., Темников А.Н., Рыбаков О.В., Кашаев Р.С. Автоматизированный малогабаритный релаксометр ядерного магнитного резонанса. Приборы и техника эксперимента. № 5. 1992. 237-238.

Кашаев Р.С., Тарасов В.Ф., Идиятуллин З.Ш.,Закиров А.И., Федоров С.Б., Фарахов Т.И., Валеев Ф.Ш., Халилов А.Ф., Гайсин И.С., Стекольщиков И.Р. Малогабаритные автоматизированные релаксометры ЯМР-002РС и ЯМР-3Z80. Приборы и Техника Эксперимента. № 1. 1993. 242-243.

Кашаев Р.С. Структурно-динамический анализ импульсным методом ЯМР (нефтяных дисперсных систем). Казань. Изд. Грандан. 1999.

Маннинг Дж. Кинетика диффузии атомов в кристаллах. М. 1971. Самигуллин Ф.М., Нефедьев Е.С., Идиятуллин З.Ш., Малацион С.Ф., Черкасс М.А. Лабораторный капиллярно-поршневой вискозиметр для изучения свойств неньютоновских жидкостей. *Тез. VII* конф. "Современный физический практикум" М. Изд. Дом МФО.

Bloembergen N., Purcell E.M., Pound R.V. Relaxation effects in nuclear magnetic resonance absorbtion. *Phys. Rev.* Vol.73. 1948.

Godefroy S., Korb J.P., Perit D., Fleury M. Proc. of the Int. Symposium of Society of Core Analysis. 1-5 Aug. 1999. Denver. USA.

Рустем Султан-Хамитович Кашаев Д.т.н., профессор кафедры электроприводов и автоматизации промышленных установок и технологических линий КГЭУ. Председатель Респ. Углеродного общества. Область научных интересов: ядерный магнитный резонанс в не-



фтяных дисперсных системах – нефтях, нефтепродуктах, эмульсиях, жидкостях и твердых телах; создание лабораторных и промышленных проточных анализаторов ЯМР и ИК-спектроскопии. Автор более 100 научных трудов, 4 монографий, авторских свидетельств и патентов.