

**СПЕКТР ДЕПОЛЯРИЗОВАННОГО СВЕТА,
РАССЕЯННОГО В РАСТВОРЕ
ВБЛИЗИ КРИТИЧЕСКОЙ ТОЧКИ РАССЛАИВАНИЯ**

A. K. Атакаджаев, Л. М. Кацаева, Л. М. Сабиров,
В. С. Старунов, Т. М. Утарова, И. Л. Фабелинский

Спектр поляризованного света, рассеянного вследствие флуктуаций энтропии, давления и концентрации, оказался чувствительным инструментом для исследования самых тонких процессов, разыгрывающихся вблизи критических точек чистого вещества и расслаивающегося раствора (см., например, [1 – 3]). Есть все основания предполагать, что спектр света, рассеянного вследствие флуктуаций анизотропии – крыло линии Релея [4 – 6] будет также претерпевать существенные изменения вблизи критических точек чистого вещества и раствора.

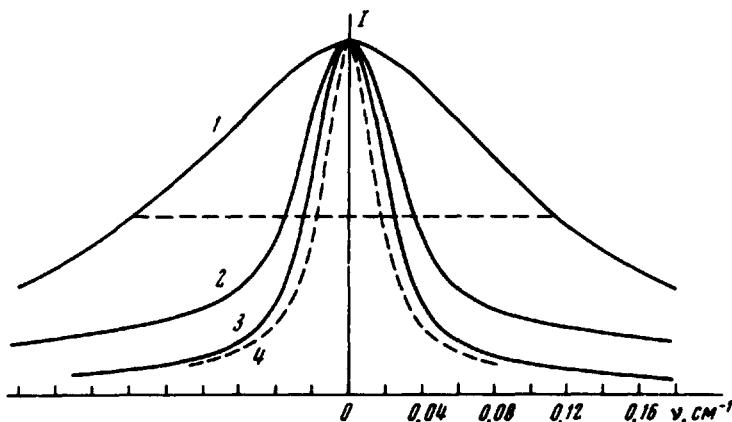


Рис. 1. Распределение интенсивности в крыле линии Релея:
1 – нитробензол ($t = 20^\circ\text{C}$); 2, 3 – смесь нитробензол-н-гексан при $t - t_c = 11,55^\circ$ и $1,55^\circ$, соответственно; 4 – смесь нитробензол-н-гексан при $t - t_c = 0,25^\circ$ (совпадает по ширине с аппаратной функцией)

Настоящая работа содержит результат первого исследования температурной кинетики крыла линии Релея вблизи критической точки расслаивания раствора. Спектр крыла линии Релея оказался чрезвычайно чувствительным к изменению температуры при приближении к критической точке и обнаружил интересные особенности, которые трудно было предвидеть. В работе изучались растворы нитробензол-н-гексан (смесь 50% нитробензола и н-гексана по весу, критическая температура расслаивания $t_c = 20,1^\circ\text{C}$) и анилин-циклогексан ($t_c = 32^\circ\text{C}$). Температура смеси поддерживалась с точностью до $0,05^\circ$ (раствор не перемешивался). Спектр деполяризованного рассеяния возбуждался излучением He – Ne -лазера ($\lambda = 6328 \text{ \AA}$), поляризованным в плоскости рассеяния,

наблюдался под углом 90° рассеянный свет, поляризованный перпендикулярно плоскости рассеяния. Этот свет анализировался интерферометрами Фабри – Перо с областями дисперсии 1, 833 и $16,7 \text{ см}^{-1}$. Характер изменения спектра рассеяния на флуктуациях анизотропии иллюстрируется рис. 1, на котором приведено распределение интенсивности в зависимости от частоты ν (отсчитываемой от частоты возбуждающей линии) в растворе при трех температурах $t^\circ\text{C}$ для смеси нитробензол-н-гексан. При приближении к критической точке расслаивания (со стороны однородной фазы) крыло линии Релея быстро сужается и за $0,25^\circ$ от критической точки практически совпадает с аппаратной функцией установки (полуширина $\Delta\nu_a = 3,8 \cdot 10^{-2} \text{ см}^{-1}$). Отметим также, что полуширина крыла линии Релея в смеси (за 30° до критической точки $\Delta\nu = 3,8 \cdot 10^{-2} \text{ см}^{-1}$) существенно меньше этой полуширины в чистом нитробензоле ($\Delta\nu = 0,36 \text{ см}^{-1}$ при той же температуре). Качественно такая же картина наблюдается в смеси анилин-циклогексан. Как известно, крыло линии Релея в большом числе чистых жидкостей, в том числе в нитробензоле, можно с удовлетворительной точностью описать суммой двух лоренцовых контуров¹⁾ с различными полуширинами $\Delta\nu_{1,2} = 1/\pi c r_{1,2}$, где r_1 и r_2 ($r_1 \gg r_2$) – два времени релаксации анизотропии. Ближний участок крыла и, следовательно, большее время релаксации анизотропии r_1 связаны с броуновской поворотной диффузией [4 – 6] или поворотными скачками на большие углы.

Чтобы проследить, как изменяются r_1 и r_2 при приближении к критической точке, мы строили зависимость $1/I$ (I – интенсивность) от квадрата частоты ν^2 . Поскольку r_1 и r_2 существенно различаются по величине, $1/I$ в функции от ν^2 представляет собой две прямые, соединяющиеся областью перехода, занимающей сравнительно небольшую спектральную область. По наклону этих прямых определялись r_1 и r_2 [4, 5].

Зависимости $\ln r_1$ и $\ln r_2$ от $\ln \epsilon$ ($\epsilon = (t - t_c)/T_c$, T_c – критическая температура в градусах К) приведены на рис. 2. Характер этих зависимостей позволяет записать $r_{1,2} = r_{1,2}^{\text{reg}} + r_{1,2}^o \epsilon^{-\sigma_{1,2}}$, где для смеси нитробензол-н-гексан $\sigma_1 = 0,62$, $r_1^o = 5,9 \cdot 10^{-11} \text{ сек}$, $r_1^{\text{reg}} \ll 10^{-10} \text{ сек}$ и $\sigma_2 = 0,66$, $r_2^o = 4,6 \cdot 10^{-13} \text{ сек}$, $r_2^{\text{reg}} = 3 \cdot 10^{-12} \text{ сек}$. Точность определения критических индексов σ_1 и σ_2 оценивается нами, соответственно в 10 и 30%, точность определения $r_{1,2}^o$ около 50%.

В настоящее время нет теории крыла линии Релея для критической области и поэтому вряд ли возможно сравнивать определенные нами критические индексы σ_1 и σ_2 с результатами исследования других явлений вблизи критической точки. Определенные здесь критические индексы σ_1 и σ_2 по величине с точностью до ошибок опыта совпадают с индексом, характеризующим трансляционную диффузию $D \sim \epsilon^\gamma$, $\gamma = 0,66$ [7, 8]. Случайно ли такое совпадение или нет, сейчас не ясно.

В теории броуновского движения коэффициенты трансляционной D , и поворотной D_r диффузии выражаются известными формулами Эйнштейна $D_t = kT/6\pi\eta r$ и $D_r = kT/8\pi\eta r^3$, где r – радиус частицы,

¹⁾ Мы здесь пренебрегаем инерционным эффектом [4, 5], существенным в области частот $\sim 30 \pm 120 \text{ см}^{-1}$.

η – вязкость, а время релаксации анизотропии $\tau_1 = 1/6D_r$. Эти соотношения переносились и на молекулярные процессы, причем в теории критических явлений получалось, что $D_r = kT/6\pi\eta\xi$, где ξ – радиус корреляции. Из нашего исследования вытекает, что для поворотной диффузии в области критической точки либо неприменима формула для D_r с заменой r на ξ , либо радиус корреляции для ориентационного движения существенно отличается от радиуса корреляции для трансляционного движения и, таким образом, возможно нужно предположить существование второго характерного размера.

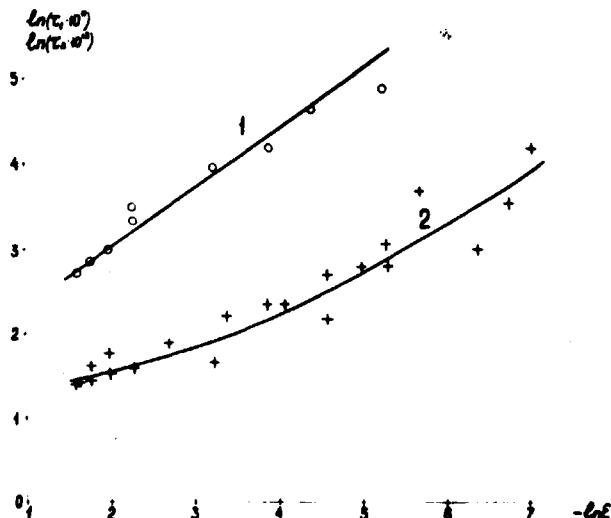


Рис. 2. Зависимость $\ln \tau_1$ (кружки) и $\ln \tau_2$ (крестики) от $\ln \epsilon [\epsilon = (t - t_c)/T_c]$ в смеси нитробензол-н-гексан. Сплошные линии 1 и 2 – результат расчета $\tau_1 = \tau_1^0 e^{-\sigma_1 \epsilon}$ и $\tau_2 = \tau_2^0 e^{-\sigma_2 \epsilon} + \tau_2^0 \epsilon$ (параметры см. в тексте)

Все возникшие здесь вопросы, по нашему мнению, можно будет решить лишь после систематических экспериментальных и теоретических исследований этого явления. Такие исследования могут дать ценную информацию как о поведении вещества вблизи критических точек, так и о физической природе кинетических процессов, приводящих к появлению сложного спектра деполяризованного рассеяния.

Физический институт
им. П.И.Лебедева
Академии наук СССР

Поступила в редакцию
18 декабря 1972 г.

Самаркандинский
Государственный университет
имени Алишера Навои.

Литература

- [1] Proc. Conf. Critical Phenom., Ed. M.S.Green, J.W.Sengers, NBS, Wash., 1966.
- [2] Proc. Scatter. Spectra Solids, Springer-Verlag N.Y. Inc., 1969.
- [3] J. de Phys., 33, 81, 1972.
- [4] И.Л.Фабелинский. Молекулярное рассеяние света, М., изд. Наука, 1965.
- [5] В.С.Старунов. Труды ФИАН, 39, 151, 1967.

- [6] А.К.Атаходжаев. Тепловое движение в жидкостях и растворах. Докторская диссертация. Самарканд, 1968.
 - [7] J. Swift. Phys. Rev., 173, 257, 1968.
 - [8] S. H. Chen, N. Polonsky-Ostrowsky. Opt. commun., 1, 64, 1969.
-