ЭНЕРГИЯ МЕЖМОЛЕКУЛЯРНОГО ВЗАИМОДЕЙСТВИЯ МЕЗОГЕНОВ В ЗАВИСИМОСТИ ОТ ПАРАМЕТРА ПОРЯДКА

Д.Н. Чаусов, к.ф.-м.н., доц. Московский государственный областной университет В.В. Беляев, д.т.н., проф. Московский государственный областной университет О.В. Чаусова, к.ф.-м.н., доц. Технологический университет, г. Королев М.А. Осипов, д.ф.-м.н., проф. Университет Стречклайд, Великобритания А.К. Дадиванян, д.ф.-м.н., проф. Московский государственный областной университет

Получено аналитическое выражение для энергии взаимодействия палочкообразных молекул, моделирующих мезогены в зависимости от параметра порядка. Потенциал Рапини-Популара для свободной поверхностной энергии жидких кристаллов совпадает с предельным случаем полученного выражения.

Ориентация жидких кристаллов (ЖК) относительно поверхности раздела фаз представляет большой интерес как с теоретической, так и практической точек зрения [1–9]. Наиболее актуальным представляется взаимодействие молекул разных веществ, находящихся в различных фазовых состояниях, а также применение данного процесса в технологии про-изводства дисплеев, электрооптических устройств, органических полевых транзисторов и других устройств органической электроники [10].

Ранее методом атом-атом потенциалов нами были исследованы межмолекулярные взаимодействия алканов и мезогенов с поверхностью различных кристаллов и определена зависимость энергии взаимодействия молекул от углов, характеризующих их ориентацию относительно поверхности кристаллов графита, полиэтилена, полиорганосилоксанов, что позволило объяснить тип ориентации ЖК относительно исследованных поверхностей [11–15]. В работах [11–13, 16] была построена модель, объясняющая как экспериментальную зависимость азимутальной и полярной энергии сцепления слоев ЖК от параметра порядка, так и значения этих величин [17].

Взаимная ориентация молекул мезогенов рассматривается в различных молекулярно-статистических теориях ЖК [18–21]. Их детальное изложение приведено в [21–23]. В то же время до последнего времени не было аналитического выражения для энергии взаимодействия молекул мезогенов от угла ориентации между ними.

Рассмотрено взаимодействие двух молекул терефтал-бис-(*n*-бутиланилина) (ТББА) при сдвиге относительно друг друга (рисунок 1а). Были вычислены энергия взаимодействия между ними методом атом-атом

потенциалов (рисунок 1b кривая 2) и взаимодействие дипольных моментов молекул (рисунок 1b кривая 1).



Рисунок 1 – Взаимное расположение молекул ТББА относительно друг друга (а). Зависимости энергий взаимодействия молекул ТББА при сдвиге (б). Кривые: 1 – диполь-дипольное взаимодействие, 2 – взаимодействие, полученное методом атом-атом потенциалов, 3 – суммарная энергия взаимодействия

В случае расчета по атом-атом потенциалам решение проводились по соотношениям

$$E = \sum_{i,j} E_{i,j},\tag{1}$$

$$E_{i,j} = \frac{A}{R_{i,j}^{12}} - \frac{B}{R_{i,j}^{6}}$$
(2)

Для диполь-дипольных взаимодействий использовано выражение:

$$E_{i,j} = [\vec{p}_i \vec{p}_j r_{ij}^2 - 3(\vec{r}_{ij} \vec{p}_i)(\vec{r}_{ij} \vec{p}_j)] / r_{ij}^5$$
(3)

где значения A и B взяты из работы [24], p_i , p_j дипольные моменты i и j молекул находящихся в точках с координатами r_i , r_j .

Оказалось, что энергия диполь-дипольного взаимодействия на порядок меньше общей энергии взаимодействия (рисунок 16 кривая 3), поэтому в модели не рассматривается диполь-дипольное взаимодействие. В модели все атомы С и группы CH, CH₂, CH₃ были заменены модельными атомами C'. Адекватность такой замены была показана в работах [17, 24]. Расстояние между атомами выбирали таким, что длина модельной молекулы равнялась длине молекулы мезогена, а число атомов и групп равнялось числу этих атомов и групп в молекуле мезогена.

Ориентация молекул определяется полярным углом θ и азимутальным – ϕ (рисунок 2).





Рисунок 2 – Система координат для описания взаимодействием молекул мезогенов

Рисунок 3 – Взаимное расположение молекул мезогенов

При построении модели молекулу представляли в виде жесткого стержня, на который "нанизаны" атомы. Энергию взаимодействия молекул *Е* рассчитывали методом атом-атом потенциалов (2) и записывали в виде суммы (1) величин энергии взаимодействия между атомами молекул.

Энергия парного взаимодействия частиц описывалась потенциалом Леннарда-Джонса. С учетом (1) было получено

$$E = 2\sum_{i,j,k} \left(\mathbf{A} \left(\frac{1}{R_{i,j}^{12}} + \frac{1}{R_{j,k}^{12}} \right) - \mathbf{B} \left(\frac{1}{R_{i,j}^{6}} + \frac{1}{R_{j,k}^{6}} \right) \right).$$
(4)

Для нахождения общего случая зависимости энергии взаимодействия между молекулами в ЖК от параметра порядка, будем считать, что молекулы мезогенов находятся на поверхности конусов и могут перемещаться по этой поверхности (рисунок 3). Ось координат совпадает с направлением директора ячейки ЖК в которой находится молекула. Положение молекул характеризуется радиус-векторами r_i и r_j и углами θ_i , θ_j , φ_i , φ_j . Такая модель позволяет одновременно учесть как отклонение молекулы относительно друг друга, так и ее поворот.

Для квадратов расстояний $R_{i,j}$ и $R_{j,k}$ двух произвольно выбранных атомом в неподвижной системе координат можно записать следующие выражения

$$\vec{R}_{i,j}^2 = \vec{r}_i^2 + \vec{r}_j^2 + D^2 + n^2 - 2(\vec{r}_i \ , \vec{r}_j \) \tag{5}$$

$$\vec{R}_{j,k}^2 = \vec{r}_j^2 + \vec{r}_k^2 + D^2 + n^2 + 2(\vec{r}_j, \vec{r}_k)$$
(6)

Координаты $x_i = -x_k, y_i = -y_k, z_i = -z_k, x_j, y_j, z_j$ радиус-векторов задаются соотношениями

$$\begin{cases} x_i = r \cdot i \sin \theta_j \cos \varphi_j, x_j = r \cdot j \cdot \sin \theta_j \cos \varphi_j, \\ y_i = r \cdot i \sin \theta_j \sin \varphi_j, y_j = r \cdot j \cdot \sin \theta_j \sin \varphi_j, \\ z_i = r \cdot i \cos \theta_j, z_j = r \cdot j \cdot \cos \theta_j. \end{cases}$$
(7)

где r – расстояние между соседними атомами, θ_i , θ_j и φ_i , φ_j – соответственно полярные и азимутальные углы, определяющие положение атомов, n – число молекул в слое.

Параметр порядка *S* равен:

$$S = \frac{3}{2} \left(\overline{\cos \theta_l} - \frac{1}{3} \right) \tag{8}$$

где l = i, j.

В связи с тем, что значения θ_i , φ_i для разных молекул разные, то в выражениях для энергии *E* необходимо брать их средние значения. Распределение по φ_i и φ_j мы считали равновероятными. Величина энергии зависит только от среднего значения $\overline{\cos^b \theta}$ и $\overline{\sin^b \theta}$ в разных степенях (*b*=1,2,...12). В выражения для энергии входят величины $\overline{\cos^{g_{Hb}} \theta_i}$ и $\overline{\sin^{p_{H}} \theta_i}$, где величины *m,b,q,p* менялись от единицы до двенадцати. Предполагали, что $\overline{\cos^{m_{Hb}} \theta_i} \sin^{p_{H}} \theta_i$ можно представить в виде $\overline{\cos^m \theta_i} \overline{\cos^b \theta_i} \overline{\sin^p \theta_i} \overline{\sin^q \theta_i}$. Такое допущение обосновано, т.к. исследования межмолекулярного взаимодействия углеводородов [13, 17] показали, что вероятности реализации наиболее вероятных состояний на порядок превосходят вероятности 90% остальных состояний, и можно считать, что практически реализуется лишь небольшое число состояний в интервале отклонений от наиболее вероятного значения $\theta \pm 10^\circ$.

После преобразования (2) с учетом (5) – (7) получается выражение энергии межмолекулярного взаимодействия мезогенов от углов ориентации в зависимости от параметра порядка

$$E = 2\sum_{i,j,n} \left(A \left(\frac{A_{i,j,n}(S)\cos^{2}\alpha + b(i,j,n)}{C_{i,j,n}(S)\cos^{6}\alpha + F_{i,j,n}(S)\cos^{4}\alpha + G_{i,j,n}(S)\cos^{2}\alpha + h(i,j,n)} \right)^{2} - B \left(\frac{A_{i,j,n}(S)\cos^{2}\alpha + b(i,j,n)}{C_{i,j,n}(S)\cos^{6}\alpha + F_{i,j,n}(S)\cos^{4}\alpha + G_{i,j,n}(S)\cos^{2}\alpha + h(i,j,n)} \right) \right).$$
(9)

где

$$A_{i,j,n}(S) = \sum_{k=0}^{2} a_{k}(i,j,n) \cdot S^{k} , \ G_{i,j,n}(S) = \sum_{k=0}^{2} g_{k}(i,j,n) \cdot S^{k} ,$$

$$F_{i,j,n}(S) = \sum_{k=0}^{4} f_{k}(i,j,n) \cdot S^{k} , \ C_{i,j,n}(S) = \sum_{k=0}^{6} c_{k}(i,j,n) \cdot S^{k} ,$$

 $a_k(i, j, n), b_k(i, j, n), c_k(i, j, n), f_k(i, j, n), g_k(i, j, n), h_k(i, j, n) - функции, характери$ зующие число контактов взаимодействия молекул нижнего и верхнего слоя. На рисунке 4 представлена зависимость энергии межмолекулярного взаимодействия мезогенов (12) от угла между ними при различных значениях параметрах порядка.





Рисунок 4 – Энергия межмолекулярного взаимодействия мезогенов в зависимости от параметра порядка 1 – S=0.7; 2 – S=0.8; 3 – S=0.9

Рисунок 5 – Энергия межмолекулярного взаимодействия мезогенов от их взаимной ориентации в зависимости от параметра порядка 1 - S=0.8; 2 - S=0.9

Переход от угла α к углам θ и ϕ осуществлен через формулы перехода Эйлера [18].

Выражение (9) при значениях *α*, близких к 90°, в первом приближении дает следующий результат

$$E = 4\sum_{i,j} \left(\frac{A}{a_{i,j}^{6}} \left(1 + 12 \frac{b_{i,j}^{2}}{a_{i,j}^{2}} \cos^{2} \alpha \right) - \frac{B}{a_{i,j}^{3}} \left(1 + 6 \frac{b_{i,j}^{2}}{a_{i,j}^{2}} \cos^{2} \alpha \right) \right)$$
(10)

После суммирования выражение (10) переходит в следующее $E=C_1+C_2\cos^2\alpha$, где C_1 , C_2 – константы.

Если заменить угол α на угол θ между молекулой и перпендикуляром к плоскости *XOY* относительно значения при $\theta = 0$, то зависимость энергии относительно направления перпендикуляра равна $E = w_1 + w_2 \sin^2 \theta$, что совпадает с выражением поверхностной энергии, полученной Рапини и Популаром.

На рисунке 6 представлена зависимость энергии *E* взаимодействия молекул от угла между молекулой мезогена и слоем молекул мезогенов. Количество атомов в молекуле равно 20, число молекул в слое 10. Для сравнения с результатами, полученными в работах [25-26] мы представили на рисунке 7 зависимость $(E - w_1)/w_2$ на единицу поверхности от угла θ между молекулой и слоем молекул.



Рисунок 6 – Зависимость энергии взаимодействия между палочкообразными молекулами от угла меду ними

Рисунок 7 – Зависимость величины $(E - w_1)/w_2$ от угла между молекулой и нормалью к поверхности. Кривые:

- 1 согласно работе [25],
- 2 согласно работе [26],
- 3 по разработанной модели

Как видно из рисунка 7, при малых углах кривые 1, 2 и 3 совпадают. Отметим, что в работах [25–26] поверхностная энергия, а у нас внутренняя энергия системы. Это означает, что изменение поверхностной энергии от угла в значительной мере определяется внутренней энергией.

Благодарности

Работа выполнена при поддержке РФФИ, грант №15-37-20441 мол_а_вед и гранта Президента Российской Федерации МК-7359.2016.9.

ЛИТЕРАТУРА

- 1. V.A. Belyakov, Mol. Cryst. Liq. Cryst., 494, 153 (2008).
- 2. P.V. Dolganov, V.M. Zhilin, V.K. Dolganov, E.I. Kats, Phys. Rev. E., 83, 061705 (2011).
- 3. V.A. Benderskii, E.I. Kats, J. Appl. Funct. Anal., 6(1), 26 (2011).
- 4. S.A. Pikin, Structural Transformations in Liquid Crystals, Gordon and Breach Science Publishers, NY (1991).
- 5. V.A. Belyakov, I.W. Stewart, M.A. Osipov, Phys. Rev. E 71, 051708 (2005).
- 6. В.А. Беляков, Е.И. Кац, ЖЭТФ, 120(2), 430-444 (2001).
- 7. Блинов Л.М., Фридкин В.М., Палто С.П., Буне А.В., Даубен П.А., Дюшарм С. УФН 170 247–262 (2000).

- 8. В.В. Беляев, А.С. Соломатин, Д.Н. Чаусов Оптические свойства ЖК ячеек с произвольным краевым углом наклона директора // Вестник МГОУ. Сер. «Физика-Математика» 2013. №1. с.32-40.
- 9. Д.Н. Чаусов, М.В. Светлов, В.В. Беляев, А.К. Дадиванян, Взаимодействие алканов с поверхностью олигодиметилсилоксана // Вестник МГОУ. Сер. «Физика-Математика» 2012. №2. с.162-169.
- C. Zannoni Atomistic simulations of the order and molecular organizations of liquid crystals. Predictions and reality // 25th International Liquid Crystal Conference, Trinity College Dublin, Ireland, 29 June – 4 July 2014. Abstracts TM-I2.001
- 11. А.К. Дадиванян, Д.Н. Чаусов, Ю.М. Пашинина, В.В. Беляев. Жидкие кристаллы и их практ. испол. 4(34), 61 (2010).
- 12.A.K. Dadivanyan, Yu.M. Pashinina, D.N. Chausov, V.V. Belyaev, A.S. Solomatin, Mol. Cryst. Liq. Cryst. 545, 159/1383 (2011).
- 13. V. Palermo, F. Biscarini, C. Zannoni, Phys. Rev. E. 57, 2519 (1998).
- 14.Al. Muravsky, An. Murauski, V. Mazaeva, V. Belyaev, J. Soc. Inf. Display 13, 349 (2005).
- 15.А.К. Дадиванян, Д.Н. Чаусов, О.В. Ноа, В.В. Беляев, В.Г. Чигринов, Ю.М. Пашинина, ЖЭТФ, 2012, Т.142, Вып.6(12), с.1253-1257.
- 16.A.D. Kiselev, V.G. Chigrinov, Dan Ding Huang, Phys. Rev. E., 72, 061703 (2005)
- 17.Maier W., Saupe A. Eine einfache molecular-statistische theorie des nematichen kristallinflussigen phase. // Teil 1., Z. Natuforseh, 1959, 14a, № 10, p. 882-889.
- Maier W., Saupe A. Eine einfache molecular-statistische theorie des nematichen kristallinflussigen phase. // Teil 2., Z. Natuforschg, 1960, 15a, № 4, p. 287-292.
- 19. G. Lasher, Nematic ordering of hard rods derived from a scaled particle treatment // J. Chem. Phys., 53 (1970), pp. 4141–4146.
- C. Zannoni, Results of generic model simulations, in Physical Properties of Liquid Crystals, Vol. 1: Nematics, D. A. Dunmur, A. Fukuda and G. R. Luckhurst eds., EMIS, IEE, London, 624-634 (2001).
- 21. Чандрасекар. Жидкие кристаллы. М.: Мир, 1980.
- 22. Блинов Л.М. Жидкие кристаллы: Структура и свойства. М.: Книжный дом. «ЛИБРОКОМ», 2013. 480 с.
- 23. L. Katz, S.Levinthal, Ann. Rev. of Biophys. and Bioeng. 1, 465 (1972).
- 24. C. Levinthal, P.C. Kahn, Sh. Wodak, A.K. Dadivanian, Proc. Nat. Acad. Sci. USA, 72, 1330 (1975).
- 25. A. Rapini and M. Papoular, J. Phys. Colloques, 1969, 30, C4-54-C4-56.
- 26. Л.М. Блинов, Д.З. Раджабов, Д.Б. Судачюс, С.В. Яблонский, Письма ЖЭТФ, Т.53, вып. 4, с.223-227.