

И.И. Наркевич, проф.; Е.В. Фарафонова, доц.;  
А.А. Станчук, студ.; В.О. Доценко, студ. (БГТУ, г. Минск, РБ)

**СТАТИСТИЧЕСКОЕ ИССЛЕДОВАНИЕ ФОРМЫ  
ОКОЛОКРИТИЧЕСКОЙ ПОВЕРХНОСТИ ФАЗОВОЙ  
ДИАГРАММЫ ДЛЯ ПОСЛЕДУЮЩЕГО ЧИСЛЕННОГО  
РАСЧЕТА КРИТИЧЕСКИХ ИНДЕКСОВ**

К настоящему времени в рамках двухуровневого статистического метода [1] сформулирована идея о принципиальной возможности сокращенного статистического описания термодинамических флюктуаций с помощью статистического ансамбля взаимодействующих элементарных флюктуаций плотности (ЭФП), которые возникают случайным образом на фоне однородной макроскопической системы с заданными термодинамическими параметрами. Для этого введены эффективные потенциалы взаимодействия одиночных ЭФП со средой ( $\Psi(x_i)$ ) и друг с другом (для двух  $\Psi(x_i, x_j)$ , трех  $\Psi(x_i, x_j, x_k)$  и так далее флюктуаций). В результате большой термодинамический функционал  $\Omega\{\rho_l\}$  неоднородной системы с произвольным полем плотности  $\rho_l$ , сформированным с помощью соответствующего ансамбля ЭФП, можно представить в виде разложения по неприводимым эффективным потенциалам  $\Psi$  взаимодействия ЭФП, т. е. квазичастиц [2]:

$$\Omega\{\rho_l\} = \Omega\{\rho_{\text{нн}}\} + \sum_{i=1}^M \Psi(x_i) + \sum_{i < j}^M \Psi(x_i, x_j) + \sum_{i < j < k}^M \Psi(x_i, x_j, x_k), \quad (1)$$

$$\Psi_1(x_i) = \tilde{\Omega}(x_i), \quad \Psi(x_i, x_j) = \tilde{\Omega}(x_i, x_j) - \tilde{\Omega}(x_i) - \tilde{\Omega}(x_j), \quad (2)$$

$$\Psi(x_i, x_j, x_k) = \tilde{\Omega}(x_i, x_j, x_k) - \tilde{\Omega}(x_i, x_j) - \tilde{\Omega}(x_j, x_k) - \tilde{\Omega}(x_i, x_k). \quad (3)$$

Здесь  $\tilde{\Omega}(x_i)$  – флюктуационная часть большого термодинамического потенциала системы с одиночной ЭФП (с амплитудой  $x_i$  в ее центре), которую можно рассматривать как энергию образования этой флюктуации, а  $\tilde{\Omega}(x_i, x_j)$  и  $\tilde{\Omega}(x_i, x_j, x_k)$  – аналогичные потенциалы системы с двумя и тремя ЭФП и т. д.

Все численные расчеты большого термодинамического потенциала  $\Omega$  однородной системы, а, следовательно, и давления  $p$  ( $\Omega = -pV$ ,  $V$  – объем системы) выполнены с помощью специальных компьютерных программ (разработанных с использованием системы Mathcad) для

сферической наночастицы как молекулярной термодинамической системы, находящейся в равновесии с термостатом с заданными, но произвольными параметрами ( $\mu$  – химический потенциал,  $\theta$  – температура,  $\rho$  – плотность) в широкой области их значений, в том числе и в близкой окрестности с постепенно и с большой точностью локализованной критической точкой жидкость – газ. При этом все величины заранее обезразмерены с помощью линейного и энергетического параметров потенциала Леннард-Джонса. Численные расчеты выполнены для сферической наночастицы радиусом  $R = 109,6$ , что примерно соответствует 45 нанометрам. Она находится в термостате с плотностью  $\rho = 1 / v = n / \omega$ , где  $n$  – средние числа заполнения элементарных ячеек гипотетической кубической решетки, которая используется в статистическом методе условных распределений [3] для описания коррелированного распределения всех молекул по всему объему системы,  $v$  – молекулярный объем,  $\omega$  – объем ячеек, для которых безразмерное расстояние между ближайшими узлами  $d = 1,096$ .

Равновесные значения чисел заполнения  $n$ , а значит, и плотностей  $\rho$  для существующих фаз (жидкой и газообразной) определяются с помощью построения общих горизонтальных касательных к изотермам, которые проведены через точки, соответствующие максимальным значениям давления на зависимостях  $p(n)$  при  $\mu = \text{const}$ .

В таблице приведены найденные с относительной погрешностью не более 2% значения параметров существующих фаз для 8 температур  $\theta$ , начиная с критической ( $\theta_{\text{кр}} \approx 2,08$ ,  $v_{\text{кр}} \approx 2,63$ ). Заметим, что отклонение теоретических значений параметров от экспериментальных ( $\theta_{\text{эксп}}^{\text{эксп}} \approx 1,26$ ,  $v_{\text{эксп}}^{\text{эксп}} \approx 3,16$ ) для простых веществ связано в первую очередь с приближениями, которые использовались при численном решении достаточно сложной системы уравнений (1)–(19) из работы [4].

**Таблица – Значения параметров существующих фаз в состоянии термодинамического равновесия при разных температурах**

$\theta$	$\mu$	$n_{\text{г}}$	$n_{\text{ж}}$	$p$
2,08	-3,49	0,50	0,50	0,359
2,075	-3,51	0,42	0,58	0,358
2,0	-3,54	0,34	0,66	0,316
1,8	-3,62	0,21	0,79	0,214
1,6	-3,70	0,14	0,86	0,135
1,4	-3,80	0,08	0,92	0,076
1,2	-3,94	0,04	0,96	0,036
1,0	-4,10	0,02	0,98	0,013

По результатам расчетов выполнены теоретические построения фазовых диаграмм температура – плотность и давление – плотность во всем интервале фазового перехода жидкость – газ. Следует отметить, что использование гипотетической кубической решетки (число ближайших соседей  $Z = 6$ ) привело к лучшему согласованию теоретических параметров критической точки с экспериментальными значениями для аргона по сравнению с результатами расчетов в работе [4], в которой использовалась гранецентрированная решетка ( $Z = 12$ ). Следовательно, применение простой кубической решетки предпочтительнее для теоретического описания структуры флюидных фаз.

Выполненные в работе численные исследования показали, что точность расчетов, с которой проведена локализация критической точки, недостаточна для определения критических показателей [5], определяющих форму оклокритических поверхностей и законы убывания поверхностного натяжения  $\sigma$  и поведения химического потенциала  $\mu$ , изотермической сжимаемости  $k$  и других характеристик при приближении к критической точке. Для их определения в дальнейших расчетах нужно увеличить относительную точность параметров критической точки на порядок, а может быть, и более того.

## ЛИТЕРАТУРА

1. Наркевич И.И. Двухуровневый статистический метод описания неоднородных систем. Ч. 1. Симбиоз методов коррелятивных функций и термодинамических функционалов плотности: монография. Нордерштедт: LAP LAMBERT Academic Publishing RU, 2019. 114 с.
2. Наркевич И.И., Фарафонтова Е.В., Волосевич З.Г. Статистическое исследование амплитудных и спектральных характеристик энергии образования флюктуаций поля плотности в наноразмерных системах // Труды БГТУ. Сер. 3, Физико-математические науки и информатика. 2023. № 2 (272). С. 40–46.
3. Ротт Л.А. Статистическая теория молекулярных систем. – М.: Наука. 1979. – 280 с.
4. Решение модифицированного интегрального уравнения для потенциалов средних сил и расчет параметров фазовых переходов в гетерогенных системах, содержащих кристаллические наночастицы / И.И. Наркевич, Е.В.Фарафонтова, А.А. Кулеш, А.А. Рогач // Труды БГТУ. Сер. 3, Физико-математические науки и информатика. 2020. № 2 (236). С. 48–56.
5. Ма Ш. Современная теория критических явлений. М.: Мир, 1980. 298 с.