## И. И. Наркевич, Е. В. Фарафонтова, А. А. Кулеш, А. А. Рогач

## СТАТИСТИЧЕСКИЙ РАСЧЕТ ТЕРМОДИНАМИЧЕСКИХ ПАРАМЕТРОВ ФАЗОВЫХ ПЕРЕХОДОВ И СТРУКТУРЫ СФЕРИЧЕСКИХ КРИСТАЛЛИЧЕСКИХ НАНОЧАСТИЦ В ГЕТЕРОГЕННЫХ МОЛЕКУЛЯРНЫХ СИСТЕМАХ

Введение. Ранее в работе [1] была опубликована методика расчета структурных и термодинамических характеристик кристаллических наночастиц разных двухуровневого использованием размеров с метода [2]. Он является симбиозом статистического методов коррелятивных функций Боголюбова – Борна – (ББГКИ) Грина – Кирквуда – Ивона условных И распределений Ротта [3]. а также метода термодинамических функционалов поля плотности среды.

Статистический термодинамических расчет сосуществования кристаллической параметров газообразной окружающей средой. наночастицы c Запишем основные соотношения и уравнения, образующие замкнутую систему модифицированных интегральных и алгебраических уравнений, которые используются для структурных термодинамических описания И гетерогенной состоящей характеристик системы, ИЗ кристаллической наночастицы окружающей И ee флюидной среды. Все формулы и уравнения далее используются в безразмерном виде, когда геометрические размеры определены в единицах линейного параметра о потенциала Леннард-Джонса, а все величины, имеющие

1

размерность энергии записины в единицах энергетического параметра є этого же потенциала.

Интегральное уравнение для потенциалов средних сил  $\phi_{ij}(\rho_i, b_j)$  неоднородной однокомпонентной молекулярной системы имеет следующий вид [1]:

$$f_{ij}(\rho_i, b_j) = n_j g_{ij}(b_i, \rho_{ij}, b_j) f_{ij}^{(a)}(\rho_i, b_j) + (1 - n_j g_{ij}(b_i, \rho_{ij}, b_j)) f_{ij}^{(a)}(b_i, \rho_{ij}, b_j).$$
(1)

Здесь  $f_{ij}(\rho_i, b_j) = e^{-\beta \varphi_{ij}(\rho_i, b_j)}$ , а  $\varphi_{ij}(\rho_i, b_j)$  – потенциал средней силы, действующий на молекулу в ячейке  $\omega_i$  со стороны молекулы, равномерно распределенной внутри сферы радиуса  $b_j$  объемом  $\upsilon_j$  внутри ячейки  $\omega_j$  метода условных распределений [3];  $\rho_i$  – расстояние от молекулы в объеме  $\upsilon_i$  до центра объема  $\upsilon_j$ ;  $n_j$  – числа заполнения молекулами ячеек  $\omega_j$ ;  $\rho_{ij}$  – расстояние между центами ячеек  $\omega_i$  и  $\omega_j$ ;  $\beta = 1 / \theta$  – обратная безразмерная температура ( $\theta = kT$ );  $g_{ij}$  – аналог радиальной функции для гетерогенной системы, мысленно разделенной на ячейки  $\omega_i$  (i = 1, 2, ..., M), образующие кристаллическую решетку (реальную в объеме окружающей ее флюидной среды) [1]:

$$g_{ij} = \frac{n_i - 0.5B_{ij} + 0.5\sqrt{B_{ij}^2 + 4n_i \left(1 - n_j\right)A_{ij}^{-1}}}{n_i n_i},$$
 (2)

$$B_{ij} = (n_i - n_j) - 1/A_{ij}, \ A_{ij} = f_{ij}^{(a)} (b_i, \rho_{ij}, b_j) - 1;$$
(3)

$$f_{ij}^{(a)}(b_i, \rho_{ij}, b_j) = \frac{1}{\upsilon_i} \int_{\upsilon_i} f_{ij}^{(a)}(\rho_i, b_j) d\upsilon_i.$$
(4)

$$f_{ij}^{(a)}(\boldsymbol{\rho}_{i},\boldsymbol{b}_{j}) = \frac{1}{\upsilon_{j}} \int_{\upsilon_{j}} e^{-\beta \Phi\left(\left| \boldsymbol{\bar{q}}_{i} - \boldsymbol{\bar{q}}_{j} \right| \right)} d\upsilon_{j}.$$
(5)

Функционалы энтропии S, внутренней энергии U и свободной энергии F сферической наночастицы в окружающей ее флюидной среде имеют вид:

$$S\{n_{p}\} = -\sum_{p=1}^{P} Z_{p}(n_{p} \ln n_{p} + (1 - n_{p}) \ln(1 - n_{p}) + \sum_{\substack{j=1 \ j \neq p}}^{J} n_{p} n_{j} g_{pj} \ln g_{pj}), (6)$$

$$U\{n_{p}\} = \sum_{p=1}^{P} Z_{p} \sum_{\substack{j=1 \ j \neq p}}^{J} (n_{p} n_{j} g_{pj} \psi(b_{p}, r_{pj}, b_{j})), \qquad (7)$$

$$F\{n_{p}\} = U\{n_{p}\} - \Theta S\{n_{p}\}. \qquad (8)$$

Здесь  $Z_p$  – число узлов решетки, принадлежащих координационным сферам с номерами p (p = 1, 2, ..., P) относительно центра наночастицы; J = 42 – число узлов, принадлежащих трем координационным сферам относительно центра ячейки  $\omega_p$ .

$$\Psi(b_{i}, \rho_{ij}, b_{j}) = \frac{\int_{\upsilon_{i}} \varphi_{ij}^{(a)}(\rho_{i}, b_{j}) \int_{\upsilon_{j}} e^{-\beta \Phi([\mathbf{q}_{i} - \mathbf{q}_{j}])} d\upsilon_{j} d\upsilon_{i}}{\int_{\upsilon_{i} \upsilon_{j}} e^{-\beta \Phi([\mathbf{q}_{i} - \mathbf{q}_{j}])} d\upsilon_{j} d\upsilon_{i}}, \qquad (9)$$

$$\int \Phi([\mathbf{q}_{i} - \mathbf{q}_{i}]) e^{-\beta \Phi([\mathbf{q}_{i} - \mathbf{q}_{j}])} d\upsilon_{i}.$$

$$\varphi_{ij}^{(a)}(\rho_i, b_j) = \frac{\int_{\upsilon_j}^{\upsilon_j} \varphi(\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_j) e^{-\beta \Phi(|\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_j|)} d\upsilon_j}{\int_{\upsilon_j} e^{-\beta \Phi(|\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_j|)} d\upsilon_j}.$$
 (10)

Система уравнений (1)–(10) решена с помощью компьютерной программы на основе пакета Mathcad.

расчетов В результате построены изотермы свободной энергии однородной системы в широкой области молекулярных объемов. С их помощью численногеометрическим методом решена задача по определению термодинамических параметров фазовых переходов кристалл – газ, кристалл – жидкость, жидкость – газ при соответствующих температурах, и построена фазовая диаграмма  $\theta$  –  $\upsilon$  для простых веществ (рис. 1).



Рис. 1. Фазовая диаграмма для простых веществ

Вариационный расчет поля плотности В окрестности сферической кристаллической наночастицы. В случае сферической наночастицы поле плотности зависит только от расстояния r до центра Следовательно нужно рассчитать наночастицы. радиальный профиль чисел заполнения, который для молекулярной системы аппроксимируем с помощью двухпараметрической функции  $n(r_p),$ содержащей гиперболический тангенс [3], т. е.

$$n(r_p) = a - (a - n_0) \operatorname{th}(\kappa \,\Delta r_p). \tag{11}$$

Здесь *а* и к – вариационные параметры;  $n_0$  – значение чисел заполнения вдали от наночастицы, определяющее плотность жидкой либо газовой однородной среды, находящейся в равновесии с кристаллической наночастицей;  $\Delta r_p = r_p - r_{15}$ . Граница кристаллической наночастицы соответствует значению p = 15, для которого значение радиуса наночастицы  $r_{15} = 4,38$  в единицах линейного параметра  $\sigma$  потенциала Леннард–Джонса. Например, для аргона  $\sigma = 3,405$  Å, так что радиус наночастицы  $r_{15} = 4,38 \cdot 3,405 = 14,9$  Å = 1,49 нм.

Варьирование функционала для большого термодинамического потенциала  $\Omega\{n_p\} = F\{n_p\} - \mu \Sigma n_p$ , рассчитанного с учетом статистических выражений (7)-(8), выполнено численно для разных значений параметров а и к. На рис. 2, а в качестве примера приведена зависимость потенциала Ω от параметра *а* при значении параметра  $\kappa = 2,5$  для температуры  $\theta = 0,6$ , которая соответствует переходу между наночастицей и газообразной средой со значением  $n_0 = 2 \cdot 10^{-5}$ . Из рис. 2, *а* видно, ЧТО для минимального значения потенциала Ω≈814,75 значение параметра  $a \approx 0,05$ . На рис. 2, б изображен рассчитанный равновесный радиальный профиль чисел заполнения n<sub>p</sub> и ему профиль среднеквадратичных соответствующий отклонений σ<sub>p</sub> атомов или молекул от центров ячеек, образующих деформированную ГЦК решетку. В силу симметрии в объеме наночастицы при приближении к ее границе узлы смещены в радиальном направлении, относительно центра наночастицы. Это означает, что место пространственная релаксация имеет кристаллической ГЦК решетки, которая количественно описывается зависимостью радиального смещения узлов от расстояния r<sub>p</sub>.

5



Рис. 2. Результаты варьирования при температуре  $\theta = 0,6$ : *a* – зависимость  $\Omega$  от вариационного параметра *a*;  $\delta$  – профили чисел  $n_p$ и среднеквадратичных отклонений  $\sigma_p$  молекул от расстояния  $r_p$ 

Заключение. С помощью компьютерной программы решена система интегральных и алгебраических уравнений для гетерогенной системы, содержащей сферические кристаллические наночастицы внутри флюидной среды. По результатам расчета построена фазовая диаграмма простых веществ, которая используется при решении вариационной задачи по определению равновесных полей плотности в межфазных областях гетерогенных систем.

## Литература

1. Наркевич И. И., Фарафонтова Е. В. Разработка компьютерной программы для расчета структурных и термодинамических характеристик кристаллических наночастиц разных размеров // Труды БГТУ. Сер. 3, Физ.мат. науки и информатика. 2019. № 2. С. 34–39.

2. 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.

3. Ротт Л. А. Статистическая теория молекулярных систем. М.: Наука, 1979. 280 с.