



Потенциалы взаимодействия.

Потенциальная энергия простых кристаллических решеток.

М.А. Калмыкова, выпуск 2011

Руководители: д.ф.-м.н., проф. А.М. Кривцов, асс. А.Ю. Панченко

На сегодняшний день, в ходе развития методов молекулярной динамики, были созданы различные виды потенциалов взаимодействия, позволяющие описывать процессы в твердых, жидких и газообразных телах. Данная работа посвящена рассмотрению сплайнового потенциала, являющегося модификацией широко используемого потенциала Леннарда-Джонса. Основной задачей в работе является установление зависимости параметров потенциала взаимодействия от введенного радиуса обрезания, а так же определение равновесного расстояния и потенциальной энергии простых кристаллических решеток при стремлении радиуса обрезания к бесконечности. Определение потенциальной энергии кристаллических решеток необходимо для установления соответствия между параметрами потенциала и механическими характеристиками материала полученных экспериментально.

Определение сплайнового потенциала:

$$\tilde{F}(r) = k(r) F(r)$$

$$k(r) = \begin{cases} 1 & r \leq b \\ 1 - \left(\frac{r^2 - b^2}{a_{cut}^2 - b^2} \right)^2 & b < r \leq a_{cut} \\ 0 & r > a_{cut} \end{cases}$$

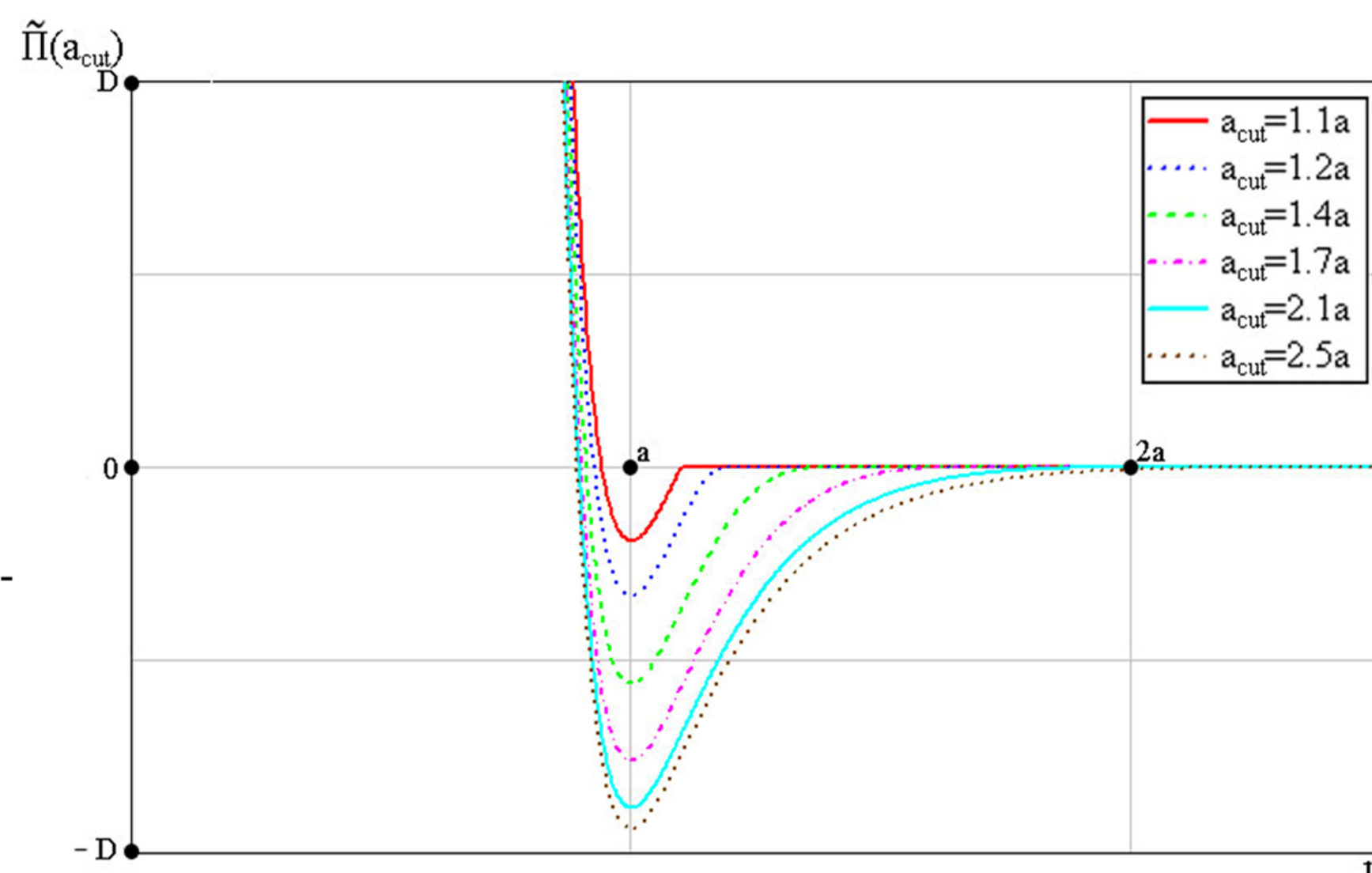
$$\tilde{\Pi}(r) = \int_r^{a_{cut}} k'(r) \Pi(r) dr + k(r) \Pi(r) - k(a_{cut}) \Pi(a_{cut})$$

a – равновесное расстояние

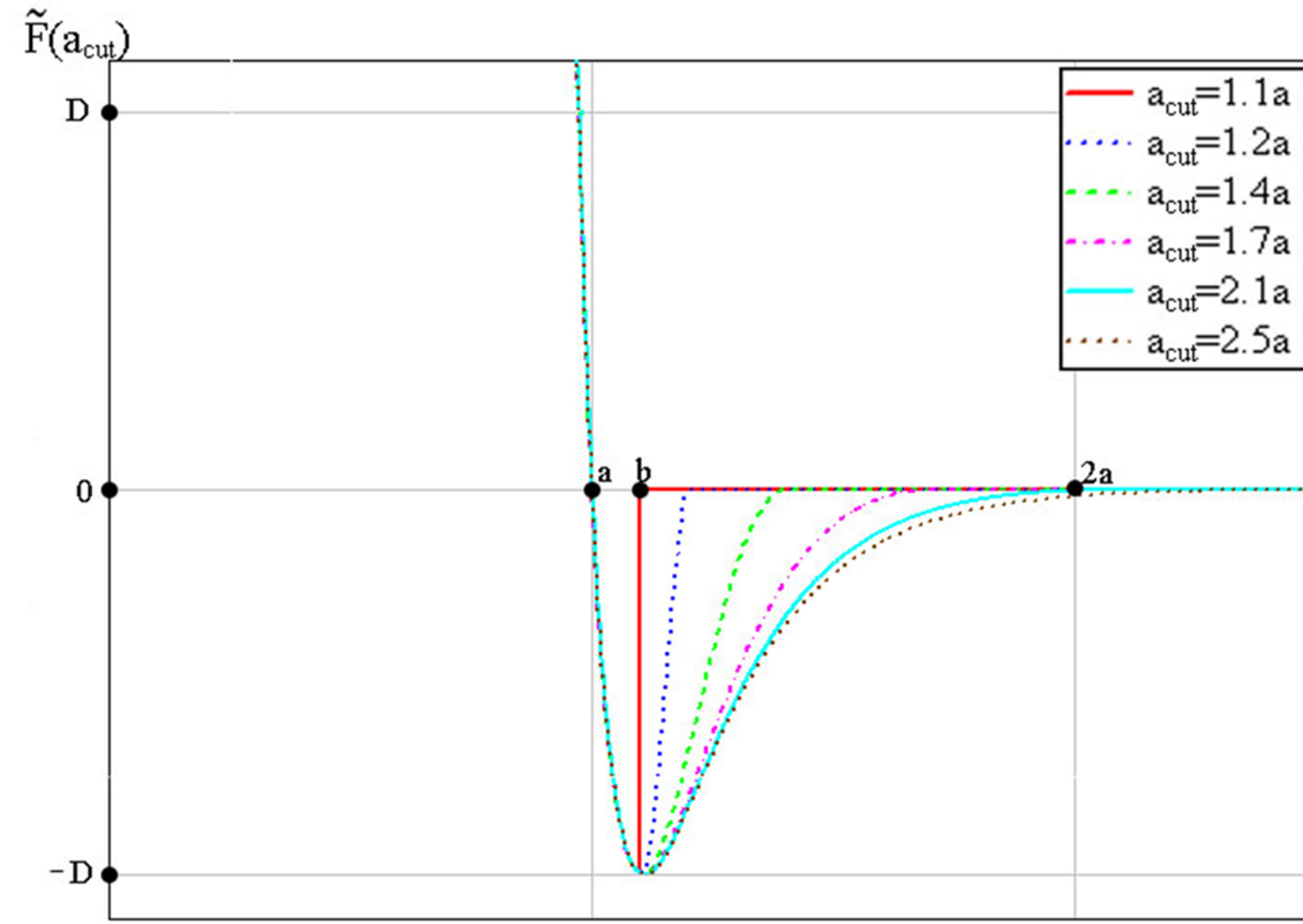
a_{cut} – радиус обрезания

b – расстояние разрыва связи

D – энергия связи, $\tilde{D}$ – энергия связи для сплайнового потенциала



Вид потенциала взаимодействия для радиусов обрезания от b до 2.5a

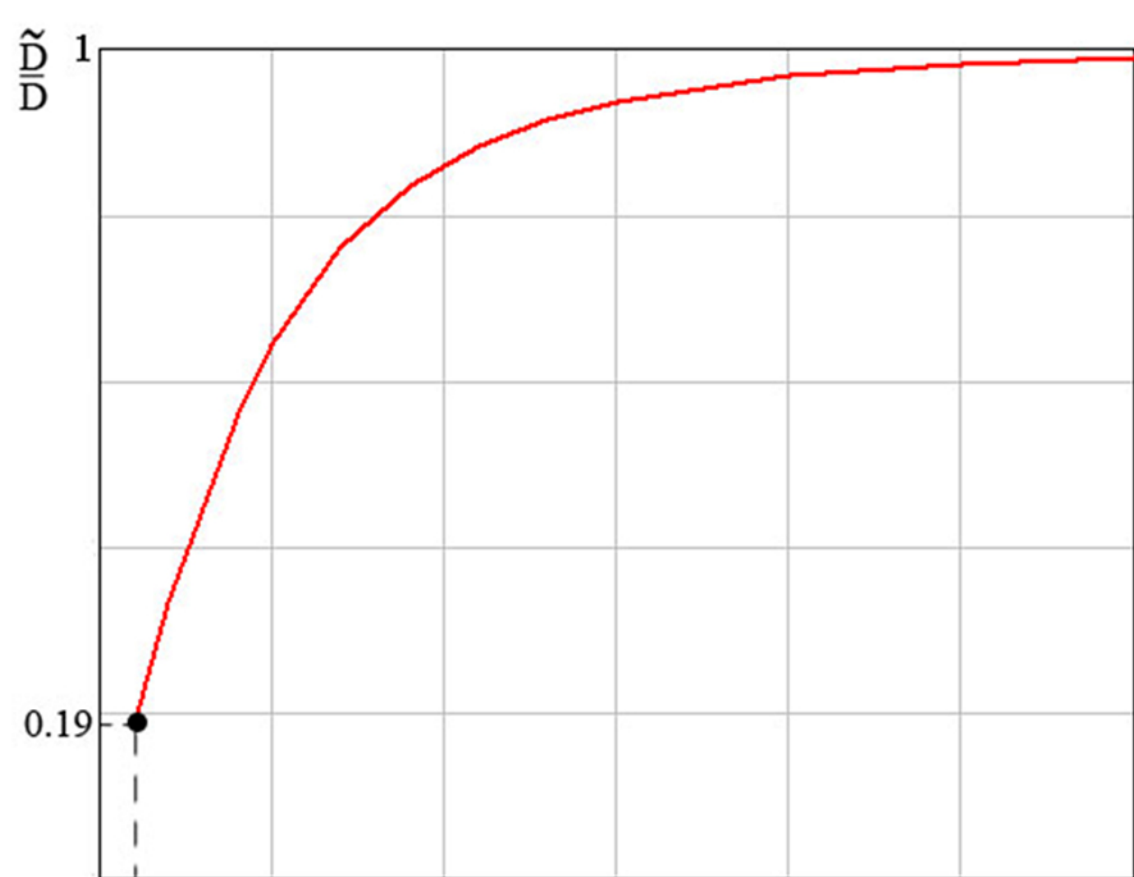


Вид силы взаимодействия для радиусов обрезания от b до 2.5a

Зависимость энергии связи от радиуса обрезания

Энергия связи это разность между энергией связанной системы частиц и суммарной энергией этих частиц в свободном состоянии. Для устойчивых систем энергия связи отрицательна и тем больше по абсолютной величине, чем прочнее система. Энергия связи для сплайнового потенциала изменяется в зависимости от радиуса обрезания.

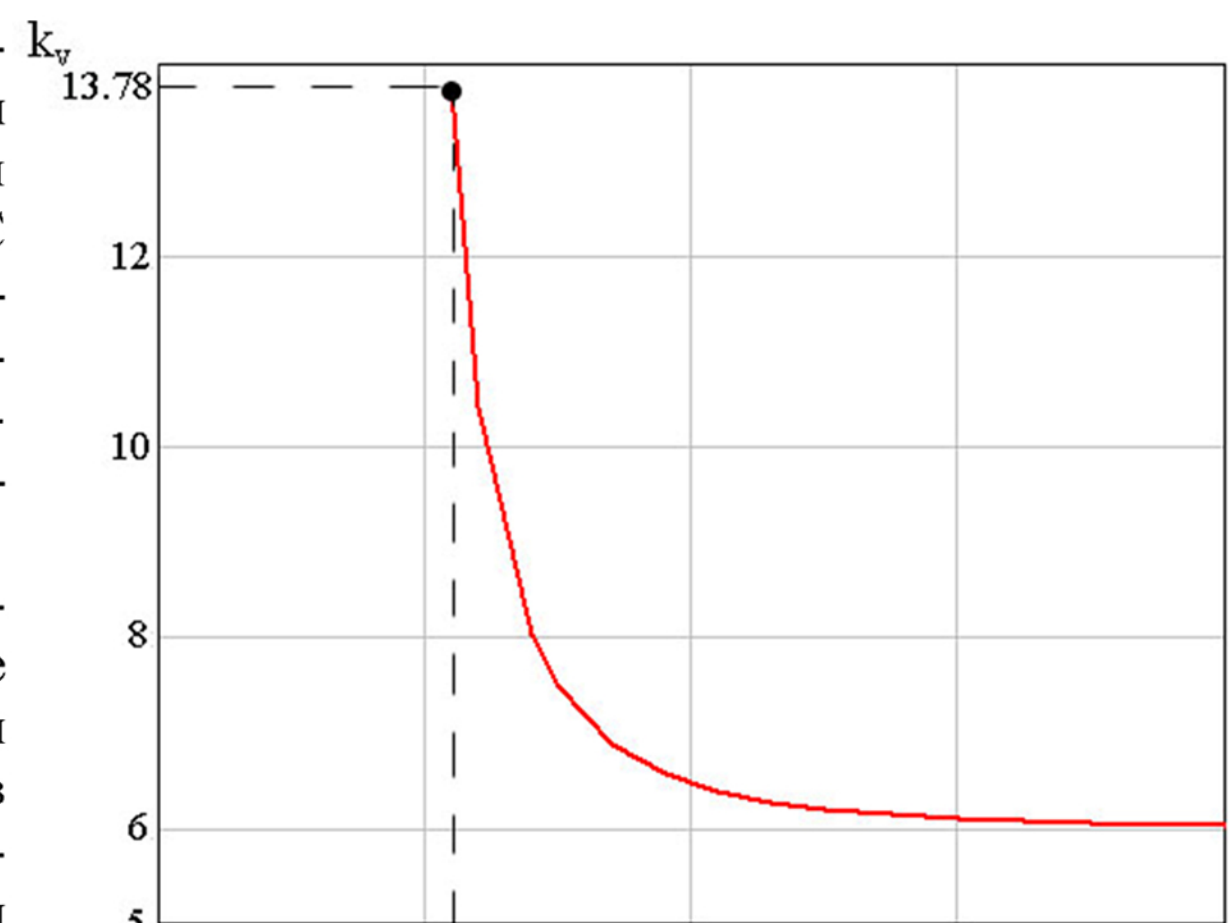
При увеличении значения радиуса обрезания значение энергии связи стремится к значению энергии связи для потенциала Леннарда-Джонса. Минимальное значение энергии связи будет при $a_{cut} = b$. Разница в 1% достигается при $a_{cut} = 4a$.



Зависимость коэффициента динамичности от радиуса обрезания

Коэффициент динамичности характеризует, насколько быстро распространяются возмущения в материале, состоящем из взаимодействующих частиц, по отношению к критическим скоростям, которые могут вызвать разрушение материала. С другой стороны, коэффициент динамичности может использоваться для характеристики хрупкости материала — действительно, материал с большими значениями коэффициента будет разрушаться при ударах со скоростями, малыми по сравнению со скоростью распространения упругих волн.

При уменьшении радиуса обрезания коэффициент динамичности для сплайнового потенциала увеличивается больше чем в 2 раза по сравнению к коэффициентом динамичности для потенциала Леннарда-Джонса. Для реальных материалов значения коэффициента динамичности принимают еще большие значения. Таким образом, введение радиуса обрезания приводит к тому, что параметры принимают более реалистичные значения.



Равновесное расстояние и потенциальная энергия простых кристаллических решеток

Рассмотрим параметры кристаллической решетки при использовании сплайнового потенциала взаимодействия. Рассмотрим двумерные: треугольную и квадратную, и трехмерные ОЦК и ГЦК кристаллические решетки. При рассмотрении более 1-ной координационной сферы равновесное расстояние изменяется. Для моделирования решетки в ненапряженном состоянии необходимо найти новое равновесное расстояние. В равновесном состоянии тензор напряжений должен быть равен нулю. Запишем тензор напряжений в форме Коши и приравняем к нулю, получаем уравнение, для нахождения равновесного расстояния. Тензор напряжений в простой кристаллической решетке имеет вид:

$$\tau = -\frac{1}{2V_0} \sum_{\alpha} \frac{1}{a_{\alpha}} f(a_{\alpha}) \underline{a}_{\alpha} \underline{a}_{\alpha}$$

Для треугольной и квадратной двумерных решеток, а так же для всех кубических трехмерных решеток при отсутствии внешних сил тензор напряжений должен быть шаровым (в силу симметрии), что позволяет записать тензор напряжения в виде:

$$\tau = -\frac{1}{2V_0 d} \sum_{\alpha} a_{\alpha} f(a_{\alpha}) \underline{E}$$

Приравняв тензор напряжений к нулю, получаем условие равновесия решетки. Тогда уравнение примет вид:

$$\sum_{\alpha} a_{\alpha} f(a_{\alpha}) = 0$$

Очевидно не все расстояния a_{α} различны. Если сгруппировать их по координационным сферам, то предыдущую формулу можно переписать в следующем виде:

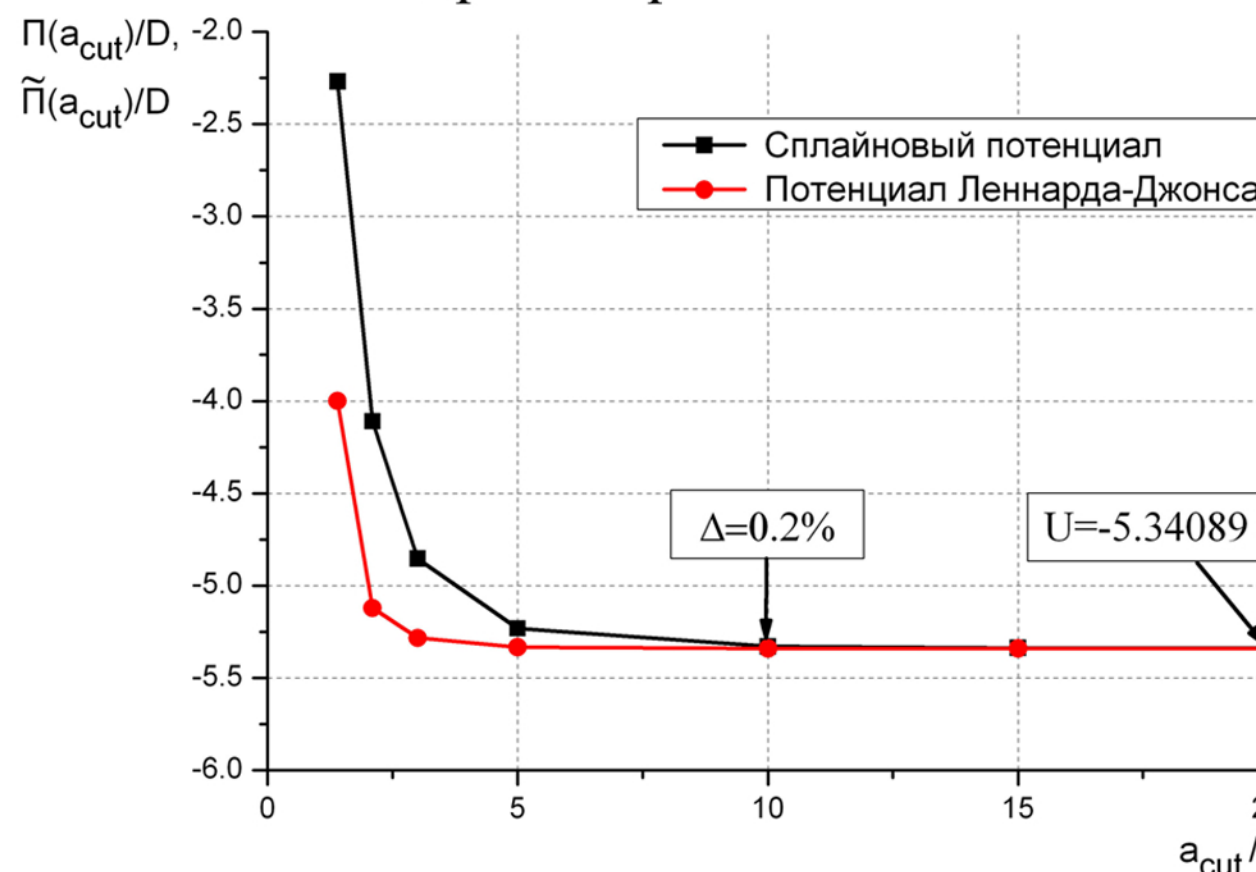
$$\sum_{k=1}^n N_k a_k f(a_k) = 0$$

где k – номер координационной сферы, N_k – число лежащих на ней атомов; a_k – ее радиус; n – число сфер, принимаемых к рассмотрению (может быть 1). Решение уравнения будем искать в виде $a_k = \rho_k \tilde{a}$, где ρ_k – известные из геометрических соображений константы; $\tilde{a}$ – неизвестная величина, как правило, расстояние между некоторыми двумя атомами в решетке. При изменении $\tilde{a}$ вся решетка изменяется, оставаясь подобной самой себе. Теперь соотношение принимает вид уравнения относительно одной скалярной неизвестной:

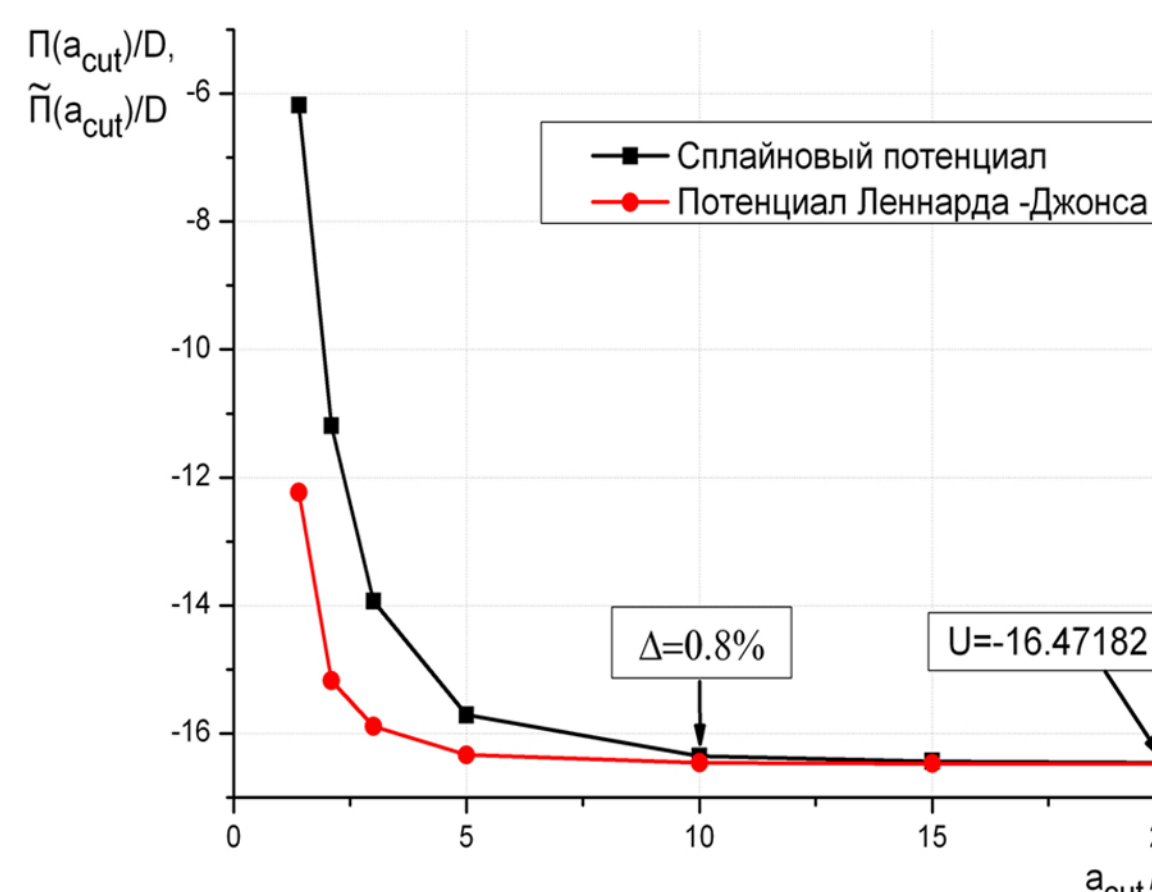
$$\sum_{k=1}^n N_k \rho_k f(\rho_k \tilde{a}) = 0$$

При изменении равновесного расстояния меняется и потенциальная энергия связи. Определим потенциальную энергию кристаллических решеток в равновесном состоянии для сплайнового потенциала.

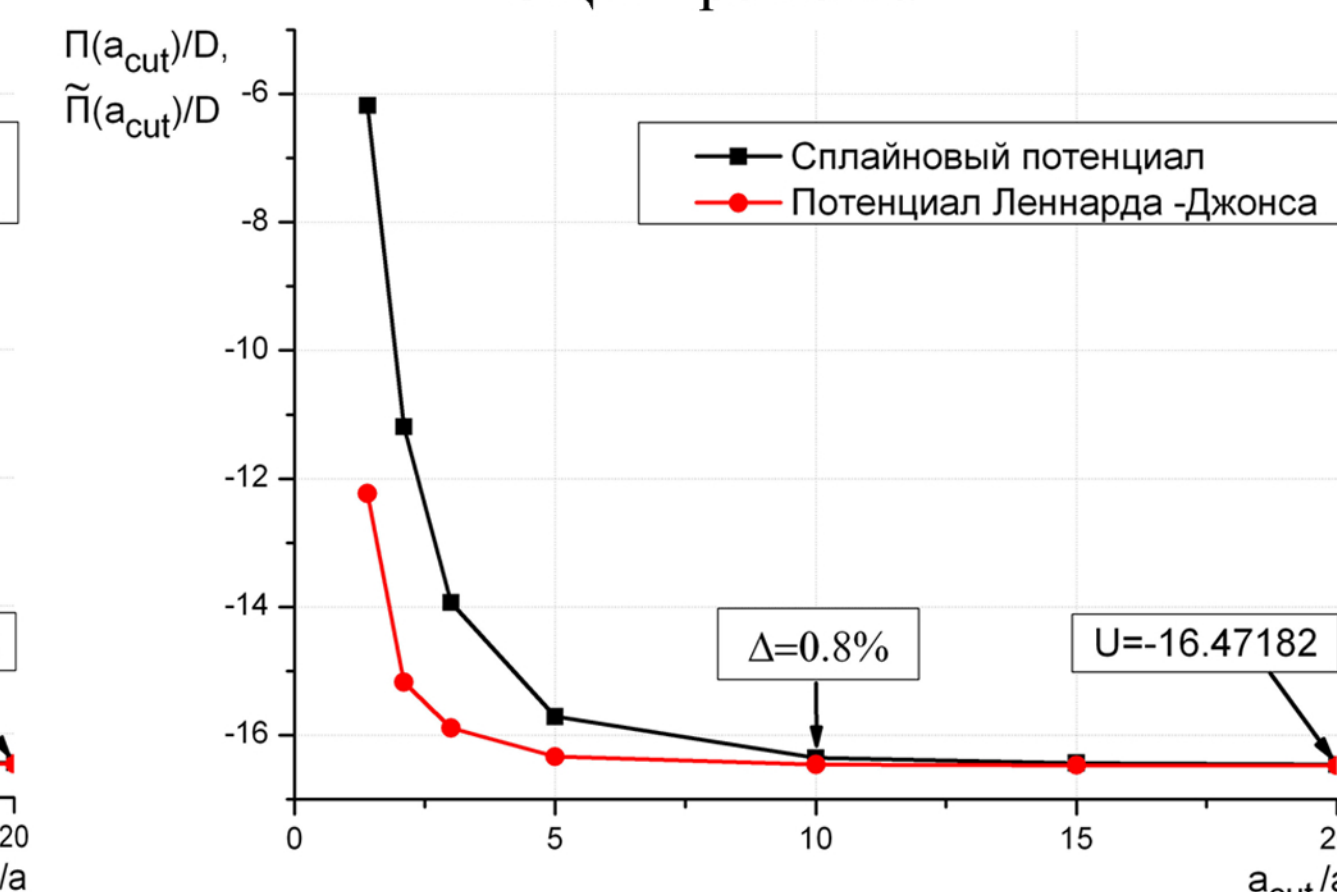
Квадратная решетка



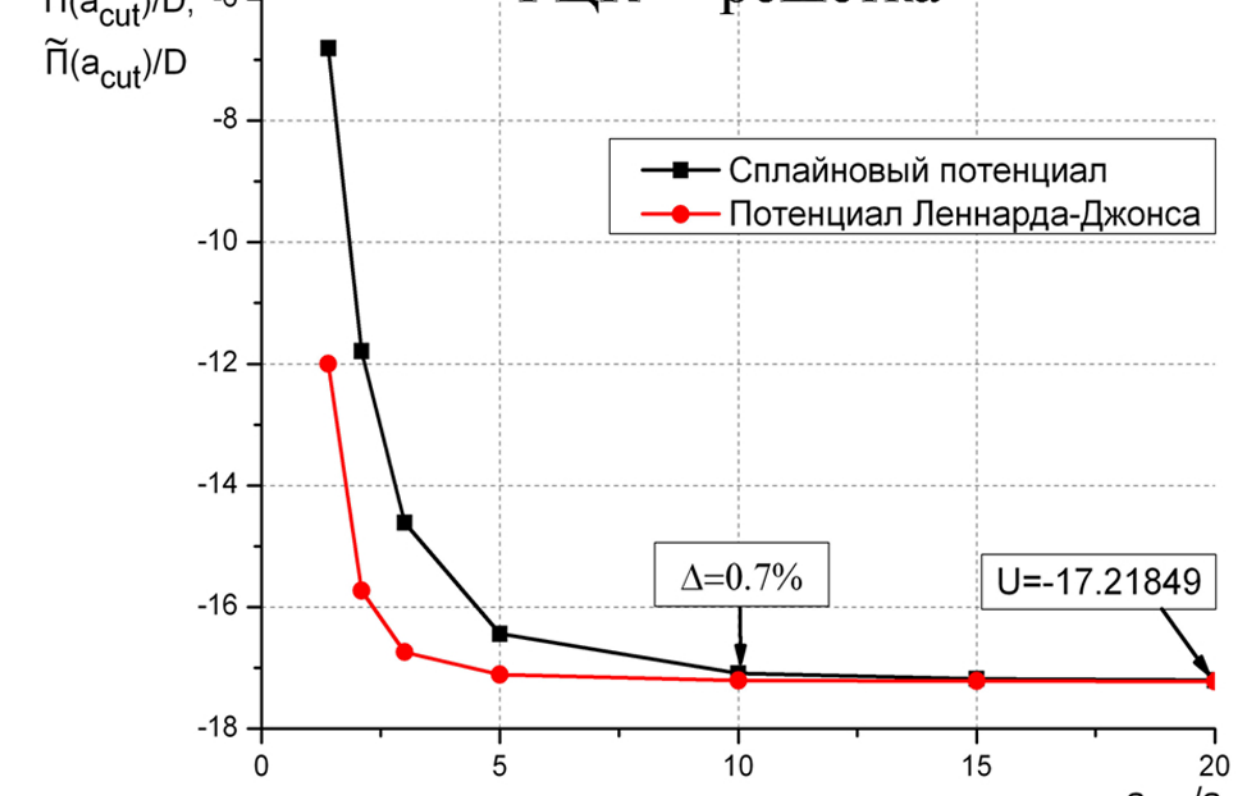
Треугольная решетка



ОЦК—решетка



ГЦК—решетка



$\tilde{a}$ – равновесное расстояние при $a_{cut} \rightarrow \infty$

$$\Delta = \frac{\Pi(a_{cut}) - \Pi(2a)}{\Pi(2a)} \cdot 100\%$$

U – потенциальная энергия кристалла при $a_{cut} \rightarrow \infty$

U_{SLJ} – потенциальная энергия кристалла при $a_{cut} = 1.4a$

U_{MLJ} – потенциальная энергия кристалла при $a_{cut} = 2.1a$

тип решетки	$\tilde{a}/a (a_{cut} = 1.4a)$	$\tilde{a}/a (a_{cut} = 2.1a)$	$\tilde{a}/a (a_{cut} \rightarrow \infty)$
квадратная	1.0000000	0.9842128	0.951938
треугольная	1.0000000	0.9970161	0.969321
ОЦК	0.9676701	0.9664703	0.8927
ГЦК	1.0000000	0.9865126	0.9123

Равновесное расстояние простых кристаллических решеток

тип решетки	$U_{SLJ}(\tilde{a})/D$	$U_{MLJ}(\tilde{a})/D$	$U(\tilde{a})/D$
квадратная	-2.27025	-4.10985	-5.34089
треугольная	-3.40538	-5.38263	-6.76425
ОЦК	-6.17722	-11.18846	-16.47182
ГЦК	-6.81076	-11.79444	-17.21849

Потенциальная энергия простых кристаллических решеток

В данной работе была исследована зависимость вида потенциальной энергии и коэффициента динамичности для сплайнового потенциала Леннарда-Джонса. Показано что глубина потенциальной ямы уменьшается в 2 раза при радиусе обрезания равном 1.4a по сравнению с радиусом обрезания стремящемся к бесконечности. Установлено, что коэффициент динамичности увеличивается при уменьшении радиуса обрезания, приближаясь к значениям соответствующим эксперименту. Так же вычислено равновесное расстояние в простых кристаллических решетках и исследовано его изменение в зависимости от величины радиуса обрезания. Для двумерных решеток изменение равновесного расстояния при учете бесконечного количества координационных сфер в решетке по сравнению с равновесным расстоянием для потенциала Леннарда-Джонса составляет 4,81% и 3,07% для квадратной и треугольной решетки соответственно; для ОЦК – 10,7%, для ГЦК – 8,8%. Получена зависимость потенциальной энергии простых кристаллических решеток от радиуса обрезания. Установлено, что для корректного учета энергии кристалла (погрешность менее 1%) необходимый радиус обрезания для сплайнового потенциала Леннарда-Джонса составляет не менее 10a.

Список литературы:

- Борн М. Динамика кристаллической решетки. - М., 1932.
- Кривцов А.М. Деформирование и разрушение твердых тел с микроструктурой. - М.: ФИЗМАТЛИТ, 2007. - 304с.
- Упругие свойства одноатомных и двухатомных кристаллов. Учебное пособие под ред. А.М. Кривцова. СПб.: Изд-во Политехнического университета, 2009. - 125 с.
- A. M. Krivtsov, E. E. Pavlovskaya, M. Wiercigroch. Impact fracture of rock materials due to percussive drilling action. Proceedings of 21st International Congress of Theoretical and Applied Mechanics. 2004. Warsaw, Poland. 275 p.
- Lennard-Jones, J. E. — Proc. Roy. Soc., 1924, v. A 106, p. 463.