

# Список литературы

- [1] Дерягин Б. В., Кротова Н. А., Смилга В. П. Адгезия твердых тел. М.: Наука, 1973. 296 с.
- [2] Липсон А. Г., Кузнецов В. А., Саков Д. М. и др. // ДАН СССР. 1987. Т. 294. № 5. С. 1161—1164.
- [3] Dickinson J. T., Donaldson E. E., Park M. K. // J. Mat. Sci. 1981. V. 16. N 10. P. 2987—2998.
- [4] Липсон А. Г., Петров С. В., Кузнецов В. А. и др. // ДАН СССР. 1989. Т. 306. № 6. С. 1409—1412.
- [5] Lenger B., Wilhelm M., Jobst B. e. a. // Sol. St. Comm. 1988. V. 65. N 12. P. 1545—1548.
- [6] Горьков А. П., Кондин Н. Б. // УФН. 1988. Т. 156. № 1. С. 117—134.
- [7] Песчанская Н. Н., Смирнов Б. И., Шпейzman В. В. // ФТТ. 1989. Т. 31. № 8. С. 176—185.

Институт физической химии  
АН СССР  
Москва

Поступило в Редакцию  
20 февраля 1990 г.

УДК 538.214 : 541.571.3

© Физика твердого тела, том 32, № 8, 1990  
Solid State Physics, vol. 32, N 8, 1990

## К ТЕОРИИ РАСЧЕТА ЭФФЕКТА БЛОКИРОВАНИЯ ВОДОРОДА В МЕТАЛЛАХ

*M. H. Зубцов, B. Г. Гаврильев*

Теоретическое описание эффектов блокирования водорода в металлах требует знания потенциала протон-протонного взаимодействия  $V_{\text{HH}}$ . Следуя [1, 2], представим полный потенциал в виде суммы деформационного потенциала  $V_{\text{Si}}$  и экранированного кулоновского потенциала  $V_e$ .

Вклад  $V_{\text{Si}}$  обычно рассчитывается на основе данных о фононных спектрах и концентрационных зависимостях спонтанных деформаций в гармоническом приближении [1]. Для вычисления  $V_e$  воспользуемся предложенным в работе [3] представлением

$$V_e(\rho) = \frac{2e^2}{\pi\rho} \int_0^\infty \frac{dq}{q} \frac{\sin(\rho q)}{\varepsilon(q)}. \quad (1)$$

В этой работе было показано, что ни при каких известных авторам представлениях для  $\varepsilon(q)$  и ни при каких значениях числа экранирующих электронов  $Z_e$  на атом металла в рамках гармонического приближения для  $V_{\text{Si}}$  не удается описать экспериментально наблюдаемый эффект блокирования [1], т. е. получить значения, удовлетворяющие условию

$$(V_{\text{si}} + V_e)_r \gg T_c, r = 1, 2, 3, \dots \quad (2)$$

В связи с этим авторами сделан вывод о том, что несоответствие между полученным результатом и экспериментальными фактами обусловлено не учтено в потенциале  $V_{\text{Si}}$  ангармоничностью.

На наш взгляд, полученный отрицательный результат имеет иное происхождение. Использованные в работе [3] выражения для  $\varepsilon(q)$  содержат модельные параметрические представления обменного потенциала. Соответствующие численные значения этих параметров определялись численными значениями интегралов от функции распределения числа частиц, а не самой этой функцией. При этом терялась зависимость от особенностей поведения функции распределения. Вместе с тем именно эти особенности пределяют эффект блокирования.

В работе [4] была предложена непараметрическая линеаризованная функция отклика, в которой учтено нелокальное обменное взаимодействие.

Для случая одиночной примеси в газе свободных электронов соответствующая функция диэлектрической проницаемости имеет вид

$$\epsilon(q) = 1 + \frac{k_0^2}{q^2} L(x) - \frac{k_0^2}{4k_F^2} F(x), \quad (3)$$

где  $L(x)$  — известная функция отклика Линдхарда,

$$F(x) = \frac{1}{x} \begin{cases} D(2x) - D(x), & x \leq 1/2, \\ \pi^2/2 - D(x) - D(1/2x), & 1/2 < x \leq 1, \\ D(1/x) - D(1/2x), & 1 < x, \end{cases}$$

причем

$$D(x) = 2 \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x^{2k+1}}{(2k+1)^2} = \text{Li}_2(x) - \text{Li}_2(-x)$$

— разности дilogарифмов Эйлера,  $x = q/(2k_F)$ ,  $k_0$  — модуль волнового вектора Томаса—Ферми.

Функция  $F(x)$  представляет собой Фурье-образ вклада обменного потенциала Фока [5] в линеаризованную функцию отклика и должна обеспечить верное описание распределения индуцированной плотности в пространстве (во всяком случае на расстояниях, превышающих длину экранирования). Интересующие нас точки пространства находятся именно на таких расстояниях. Поэтому есть основание надеяться на большую достоверность оценок при использовании проницаемости (3).

Вычисленные нами значения потенциала (1) с диэлектрической проницаемостью (3) показывают, что в ниобии при концентрации водорода  $x < 0.6$  условия (2) выполняются для первых трех координационных сфер. Для гидрида палладия (октапоры в ГЦК решетке) эти условия не выполняются.

Авторы считают, что полученное согласие с опытными фактами не случайно и может служить подтверждением большей степени корректности при использовании проницаемости (3) для описания электронной структуры гидридов металлов.

#### Список литературы

- [1] Horner H., Wagner H. // J. Phys. 1974. V. C7. N 18. P. 3305—3325.
- [2] Dietrich S., Wagner H. // Zs. Phys. 1979. V. B36. N 2. P. 121—126.
- [3] Вакс Б. Г., Зеин Н. Е., Зинченко В. И., Орлов В. Г. // ЖЭТФ. 1984. Т. 87. № 6. С. 2030—2046.
- [4] Зубцов М. Н. // Препринт физ. фак. МГУ. 1985. № 32/1985.
- [5] Фок В. А. Начала квантовой механики. М., 1976. 376 с.

Московский  
государственный университет  
им. М. В. Ломоносова

Поступило в Редакцию  
16 октября 1989 г.  
В окончательной редакции  
12 февраля 1990 г.

УДК 537.226

© Физика твердого тела, том 32, № 8, 1990  
Solid State Physics, vol. 32, N 8, 1990

#### КРИТИЧЕСКОЕ ПОВЕДЕНИЕ КРИСТАЛЛОВ С ТОЧЕЧНЫМИ И ДИСЛОКАЦИОННЫМИ УПРУГИМИ ДИПОЛЯМИ

A. A. Лужков

Исследование влияния упругих дефектов на свойства фазового перехода (ФП) второго рода проводилось ранее при учете какого-либо одного типа таких дефектов [1—3]. Было показано, что упругие взаимодействия в си-