ТЕОРЕТИЧЕСКОЕ ИССЛЕДОВАНИЕ ВЛИЯНИЯ ДОПИРОВАНИЯ НА ЭЛЕКТРОННУЮ СТРУКТУРУ ПЛЕНКИ ${ m MgB}_2$

О. И. Дубровский

Воронежский государственный университет

Поступила в редакцию 17.03.2011 г.

Аннотация. С помощью метода линеаризованных присоединенных плоских волн рассчитана зонная структура, плотности электронных состояний и рентгеновские эмиссионные спектры тонких пленок MgB_2 , $\mathrm{Mg}_{1-x}\mathrm{Al}_x\mathrm{B}_2$ ($x=0.25,\ 0.50$) и $\mathrm{Mg}(\mathrm{B}_{1-y}\mathrm{C}_y)_2$ ($y=0.17,\ 0.33$). Установлено, что допирование атомами алюминия и углерода приводит к уменьшению плотности p-состояний атомов бора в прифермиевской области.

Ключевые слова: зонная структура, плотность электронных состояний, рентгеновский эмиссионный спектр.

Abstract. Band structure, densities of states, and x-ray emission spectra of MgB_2 , $\mathrm{Mg}_{1-x}\mathrm{Al}_x\mathrm{B}_2$ ($x=0.25,\,0.50$), and $\mathrm{Mg}(\mathrm{B}_{1-y}\mathrm{C}_y)_2$ ($y=0.17,\,0.33$) thin films have been calculated by the linearized augmented plane-wave method. It has been established that doping by aluminium and carbon atoms results in reduction of the near Fermi level density of boron p-states.

Keywords: band structure, density of electronic states, x-ray emission spectrum.

ВВЕДЕНИЕ

С момента открытия сверхпроводимости в дибориде магния проводятся всесторонние исследования его свойств. Поиск путей улучшения свойств сверхпроводящего соединения путем модификации его структуры возможен по двум направлениям: внедрение или замещение атомов в структуре или изменение параметров решетки путем приложения внешнего давления. Здесь очень важно выяснить, как такая модификация будет сказываться на электронной структуре соединения, поскольку именно ее особенностями и обусловлено столь интересное явление, как сверхпроводимость. При этом особую роль играют теоретические исследования, с помощью которых можно не только правильно интерпретировать результаты экспериментов, но и предсказать их или смоделировать ситуации. Особую ценность теоретические расчеты электронной структуры приобретают, если они доведены до вычисления характеристик, которые можно непосредственно наблюдать в эксперименте, таких например, как рентгеновские эмиссионные спектры (P9C).*

В связи с этим, а также с тем, что основное практическое применение сверхпроводящих

материалов в первую очередь связано с тонкоплёночными структурами, мы в своей работе провели расчет электронной структуры и рентгеновских эмиссионных спектров пленки диборида магния для случаев замещения атомов в катионной и анионной подрешетках.

МЕТОД И ДЕТАЛИ РАСЧЕТА

В работе исследовались 13-слойные пленки кристаллического диборида магния базового состава MgB₂, а также с замещениями атомов в подрешетке магния — $Mg_{1-x}Al_xB_2$ (x=0.25, (0.50) и в подрешетке бора — $Mg(B_{1-y}C_y)_2$ (y = 0.17, 0.33). Во всех случаях исследуемая пленка имела идеальную кристаллическую структуру с гексагональной решеткой Бравэ и обладала симметрией зеркального отражения относительно плоскости центрального слоя. Расположение атомов в элементарной ячейке пленки MgB₂ основывалось на экспериментальных данных о структуре объемного кристалла [1]. Атомы-допанты в пленках $Mg_{1-x}Al_xB_2$ и $Mg(B_{1-y}C_y)_2$ замещали часть позиций в слоях, образованных атомами магния и атомами бора, соответственно.

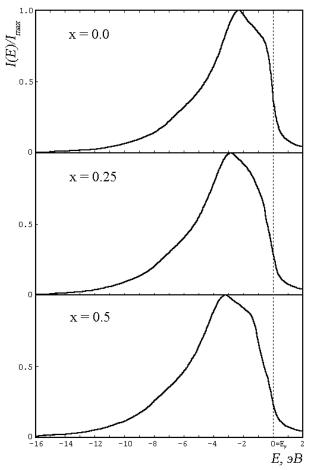
Энергетические зоны в пленках рассчитывались в рамках приближения функционала локальной плотности с использованием пленоч-

[©] Дубровский О. И., 2011

ного скалярно-релятивистского метода линеаризованных присоединенных плоских волн (ЛППВ) [2]. При этом использовался базис из 3040 ЛППВ. В разложении базисной функции по сферическим гармоникам учитывались члены с l_{max} =7. Затем на основе полученной зонной структуры с помощью комбинированного метода треугольников интегрирования по двумерной зоне Бриллюэна [3] были вычислены полные и локальные парциальные плотности электронных состояний (ПЭС), а также рентеновские эмиссионные спектры (РЭС). При этом, исходя из генетического происхождения валентной полосы диборида магния, в работе рассчитывались BK_{α} - и MgL_{α} -спектры.

РЕЗУЛЬТАТЫ И ИХ ОБСУЖДЕНИЕ

Результаты расчетов плотностей состояний и РЭС-спектров пленок $\mathrm{Mg_{1-x}Al_{x}B_{2}}$ (x=0.25,0.50) демонстрируют, что, практически не отражаясь на структуре локальных ПЭС атомов магния, допирование в катионной подрешетке



Puc.~1. Рентгеновские эмиссионные ${\rm BK}_{\alpha}$ -спектры пленок ${\rm Mg}_{1\!-\!x}{\rm Al}_x{\rm B}_2~(x=0,\,0.25,\,0.50)$

оказывает заметное влияние на плотность 2p-состояний атомов бора в валентной зоне. Это влияние заключается в следущем: с ростом х кривые локальных 2*p*-ПЭС бора слабо изменяются по форме, однако их особенности удаляются от уровня Ферми (на ~0.5 и 1.0 эВ, для x = 0.25 и 0.5, соответственно), что приводит к монотонному падению величины плотности 2р-состояний атомов бора в прифермиевской области. Отмеченная тенденция более отчетливо проявляется в рассчитанных нами рентгеновских эмиссионных K_{α} -спектрах бора, приведенных на рисунке 1. Из этого рисунка и таблицы 1, где приведено энергетическое положение главного максимума соотвествующих спектров, видно, что при допировании пленки алюминием максимум BK_{α} -спектра, отражающего, как известно, плотность 2*p*-состояний атомов бора, систематически смещается в сторону больших энергий связи с увеличением уровня допирования. Действительно, имея сверх заполненной 3*s*-подоболочки еще один валентный электрон, атом алюминия для диборида магния является электронным допантом, повышающим концентрацию электронов в валентной зоне. Это приводит к увеличению заполненности p-зон бора, вследствие чего последние и опускаются вниз по энергии. Такой характер изменений согласуется с соответствующими расчетами объемного кристалла [4] и должен приводить скорее к падению температуры сверхпроводящего перехода с повышением концентрации алюминия, что и подтверждается экспериментальными данными [5].

Проведенные нами расчеты ПЭС и РЭСспектров пленок диборида магния, допированного углеродом, демонстрируют результаты, сходные с отмеченными выше.

Дело в том, что атомы углерода, имеющие по сравнению с бором на один электрон больше в валентной 2p-подоболочке, по этой причине

Таблица 1

Положение главного максимума (в эВ, относительно уровня Ферми) рентгеновского эмиссионного BK_{α} -спектра пленок $Mg_{1-x}Al_xB_2$ ($x=0,\ 0.25,\ 0.50$) и $Mg(B_{1-y}C_y)_2$ ($y=0,\ 0.17,\ 0.33$)

$\mathrm{Mg}_{1\!-\!x}\!\mathrm{Al}_x\!\mathrm{B}_2$			$\mathrm{Mg}(\mathrm{B}_{\scriptscriptstyle 1-y}\mathrm{C}_{\scriptscriptstyle y})_2$		
x = 0	x = 0.25	x = 0.5	y = 0	y = 0.17	y = 0.33
-2.4	-2.9	-3.3	-2.4	-3.0	-3.7

также должны выступать в роли электронных допантов для данного соединения. Вследствие этого, при допировании пленки углеродом в ПЭС атомов бора должны проявляться те же тенденции, что и при допировании алюминием. Из рисунка 2, где приведены кривые рассчитанных РЭС K_{α} -спектров бора для пленок $Mg(B_{1-n}C_{n})_{2}$, и таблицы 1 видно, что особенности ПЭС В2р-состояний действительно смещаются в сторону больших энергий связи, и это смещение увеличивается с увеличением концентрации атомов углерода. Так что и в этом случае, по-видимому, следует ожидать понижения критической температуры, в соотвествии с имеющимися в литературе экспериментальными результатами [6].

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Таким образом, допирование пленки ${\rm MgB}_2$ как атомами алюминия, так и углерода, приводит к уменьшению плотности p-состояний бора в прифермиевской области, что может являться одной из причин, приводящих к экспериментально наблюдаемому уменьшению критической температуры перехода в сверхпроводящее состояние в том и другом случае.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. $Vasquez\,R.P.$ X-ray photoemission study of MgB $_2$ / R. P. Vasquez, C. U. Jung, Min-Seok Park, Heon-Jung Kim, J. Y. Kim, Sung-Ik Lee // Phys. Rev. B. 2001. V. 64. P. 052510(4).
- 2. Krakauer H. Linearized augmented plane-wave method for the electronic band structure of thin films / H. Krakauer, M. Posternak, A. J. Freeman // Phys. Rev. B. 1979. V. 19. P. 1706 1719.
- 3. Kurganskii S. I. Integration over the two-dimensional Brillouin zone / S. I. Kurganskii, O. I. Dubrovskii, E. P. Domashevskaya // Phys. stat. solidi (b). 1985. V. 129. P. 293 299.
- 4. De la Pena-Seaman O. Effects of Al and C doping on the electronic structure and phonon renormalization in ${\rm MgB_2}$ / O. De la Pena-Seaman, R. de Coss,

y = 0.0 y = 0.17 y = 0.33 0.5 0.5 0 = 0.33 0.5 0 = 0.33 0.5 0.5 0 = 0.33 0.5 0.5 0 = 0.33 0.5 0 = 0.33 0.5 0 = 0.33

Puc.~2.~ Рентгеновские эмиссионные BK_{α} -спектры пленок $\mathrm{Mg}(\mathrm{B}_{\mathrm{1-}\nu}\mathrm{C}_{\nu})_2~(y=0,\,0.17,\,0.33)$

- R. Heid, K.-P. Bohnen // Phys. Rev. B. 2009. V. 79. P. 134523(8).
- 5. Yang H. D. X-ray absorption and optical spectroscopy studies of $(\mathrm{Mg_{l-x}Al_x)B_2}$ / H. D. Yang, H. L. Liu, J. Y. Lin, M. X. Kuo, P. L. Ho, J. M. Chen, C. U. Jung, M. S. Park, S. I. Lee // Phys. Rev. B. 2003. V. 68. P. 092505(4).
- 6. Lee S. Carbon-substituted ${\rm MgB_2}$ single crystals / S. Lee, T. Masui, A. Yamamoto, H. Uchiyama, S. Tajima // Physica C. 2003. V. 397. P. 7—13.

Дубровский Олег Игоревич — кандидат физико-математических наук, доцент кафедры физики твердого тела и наноструктур Воронежского государственного университета.

Тел. (473) 220-83-63 E-mail: OID_ 06@inbox.ru Dubrovskii Oleg I. — candidate of physical and mathematical sciences, associate professor of the department of physics of solid states and nanostructures of the Voronezh State University.

Tel. (473) 220-83-63 E-mail: OID_06@inbox.ru