

02

Спектроскопия высокого разрешения кристалла $YAl_3(BO_3)_4-Pr^{3+}$ © Т.А. Иголкина^{1,2}, Е.П. Чукалина¹, К.Н. Болдырев¹, И.А. Гудим³, М.Н. Попова¹¹ Институт спектроскопии РАН,
Троицк, Москва, Россия² Московский физико-технический институт (национальный исследовательский университет),
Долгопрудный, Московская обл., Россия³ Институт физики им. Л.В. Киренского Сибирского отделения РАН,
Красноярск, Россия

e-mail: igolkinata@isan.troitsk.ru

Поступила в редакцию 02.11.2024 г.

В окончательной редакции 08.11.2024 г.

Принята к публикации 14.11.2024 г.

Методом фурье-спектроскопии высокого разрешения изучены оптические спектры поглощения кристаллов $YAl_3(BO_3)_4-Pr^{3+}$ в диапазоне температур 5–300 К в поляризованном свете. Определены значения энергий штарковских подуровней 12 мультиплетов иона Pr^{3+} . Наблюдаемое расщепление ряда спектральных линий, соответствующих синглет-дублетным переходам, связано с влиянием случайных деформаций кристаллической решетки. Сложная структура линии синглет-синглетного перехода на уровень 3P_0 объяснена наличием дополнительных центров „ион Pr^{3+} рядом с дефектом решетки“. Предположительно такими дефектами являются неконтролируемые примеси, входящие в кристалл в процессе его роста раствор-расплавным методом.

Ключевые слова: $YAl_3(BO_3)_4-Pr^{3+}$, штарковская структура, фурье-спектроскопия высокого разрешения, деформационные расщепления.

DOI: 10.61011/OS.2024.11.59507.7292-24

Введение

Кристаллы, активированные ионом Pr^{3+} , используются в качестве люминофоров [1–4] и лазерных сред [5–9], активно исследуются на применимость в качестве материалов для устройств квантовой информатики [10–16]. Необходимые в этом случае большие времена когерентности уровней сверхтонкой структуры зарегистрированы для Pr^{3+} в оксидных кристаллах Y_2SiO_5 [11,13,14,16] и $La_2(WO_4)_3$ [15].

Алюмоборат иттрия $YAl_3(BO_3)_4$ (YAB) относится к семейству боратов со структурой природного минерала хантита (пространственная группа симметрии $R32$ [17]). Это соединение обладает рядом благоприятных физико-химических свойств: механическая, химическая и термическая стабильность [18], прозрачность в широком спектральном диапазоне, уникально высокая теплопроводность [19], высокий нелинейный оптический коэффициент [20]. Алюмоборат иттрия, легированный празеодимом, интенсивно люминесцирует в желтой области спектра и может быть использован в осветительных устройствах [21].

Ионы Pr^{3+} изоморфно замещают ионы Y^{3+} и занимают позицию с точечной группой симметрии D_3 . Имеющаяся в литературе информация о штарковской структуре уровней иона Pr^{3+} в YAB- Pr^{3+} и о параметрах кристаллического поля (КП) неполная и противоречивая [22,23]. Также осталась невыясненной природа сложной формы некоторых спектральных линий, на-

блюдавшейся в работе [23], выполненной с высоким спектральным разрешением.

В настоящей работе методом фурье-спектроскопии высокого разрешения исследованы температурно-зависимые спектры поглощения кристаллов YAB- Pr^{3+} , уточнена и существенно дополнена схема штарковских уровней иона празеодима в кристаллическом поле YAB. Эти данные представляют собой основу для последующего корректного расчета по теории кристаллического поля. В настоящей работе также обсуждается наблюдавшаяся тонкая структура некоторых спектральных линий и предложено ее объяснение.

Эксперимент

Монокристаллы $YAl_3(BO_3)_4-Pr^{3+}$ (1 at.%) были выращены в Институте физики им. Л.В. Киренского Сибирского отделения РАН раствор-расплавным методом с флюсом на основе тримолибдата висмута $Bi_2Mo_3O_{12}$ [24]. Образцы для измерений вырезались вдоль тригональной оси c кристалла. Спектры пропускания в области 2000–23000 cm^{-1} были зарегистрированы на фурье-спектрометре Bruker IFS 125 HR с разрешением 0.1 cm^{-1} . Измерения производились в диапазоне температур 5–300 К с использованием криостата замкнутого цикла Sumitomo SRP-082. Контроль и стабилизация температуры осуществлялись с помощью двухканального термоконтроллера Lake Shore Model 335. Спектры

Таблица 1. Расщепление уровней свободного иона с четным числом электронов в кристаллическом поле симметрии D_3

J	Γ
0	Γ_1
1	$\Gamma_2 + \Gamma_3$
2	$\Gamma_1 + 2\Gamma_3$
3	$\Gamma_1 + 2\Gamma_2 + 2\Gamma_3$
4	$2\Gamma_1 + \Gamma_2 + 3\Gamma_3$
5	$\Gamma_1 + 2\Gamma_2 + 4\Gamma_3$
6	$3\Gamma_1 + 2\Gamma_2 + 4\Gamma_3$

пропускания регистрировались в π ($\mathbf{k} \perp c$, $\mathbf{E} \parallel c$)- и σ ($\mathbf{k} \perp c$, $\mathbf{E} \perp c$)-поляризациях. Для инфракрасной области использовался поляризатор на основе KRS-5, для видимой — пленочный поляризатор.

Экспериментальные результаты и обсуждение

А. Штарковские уровни иона Pr^{3+} в кристалле $\text{YAl}_3(\text{BO}_3)_4-\text{Pr}^{3+}$

На рис. 1 показан спектр пропускания кристалла $\text{YAl}_3(\text{BO}_3)_4-\text{Pr}^{3+}$ в областях $f-f$ -переходов со штарковских уровней (1,2 и т.д. в порядке возрастания энергии) основного мультиплета 3H_4 иона Pr^{3+} на штарковские уровни (А, В, С и т.д.) нескольких возбужденных мультиплетов. Обозначение 1А на рис. 1 означает, что линия соответствует переходу с основного уровня на нижний уровень возбужденного мультиплета.

Волновые функции штарковских уровней иона Pr^{3+} , занимающего позицию с точечной группой симметрии D_3 в кристалле YAB, преобразуются по двум невырожденным неприводимым представлениям Γ_1 , Γ_2 и одному дважды вырожденному Γ_3 . В табл. 1 показано, как расщепляются уровни свободного иона (с четным числом электронов, как у Pr^{3+}), характеризующиеся значениями полного момента J , в кристаллическом поле симметрии D_3 , а в табл. 2 приведены правила отбора для электрических дипольных (ЭД) и магнитных дипольных (МД) оптических переходов для иона Pr^{3+} в YAB. При достаточно низкой температуре заселен только основной уровень, и спектр поглощения формируется переходами с него на возбужденные уровни. Таким образом были определены энергии штарковских подуровней возбужденных мультиплетов, они приведены в третьем столбце табл. 3. Пользуясь правилами отбора, из экспериментальных спектров можно также найти неприводимые представления, по которым преобразуются волновые функции штарковских уровней (т.е. симметрию уровней).

Пользуясь табл. 1 и 2 и рис. 1, b (переход $^3H_4 \rightarrow ^3F_2$), определим прежде всего симметрию основного состояния. Уровень свободного иона 3F_2 расщеплен КП на

три штарковских уровня: $\Gamma_1 + 2\Gamma_3$. Переход $^3H_4 \rightarrow ^3F_2$ запрещен в свободном ионе как МД переход, и поэтому для иона в кристаллическом поле будет доминировать ЭД вклад. Если основное состояние Γ_1 , можно ожидать увидеть в спектре две σ -поляризованных линии, если Γ_2 — две σ -поляризованных и одну π -поляризованную, если Γ_3 — одну σ -поляризованную и две π , σ -поляризованных. При температуре 5 К наблюдаются три линии переходов из основного состояния: одна в π -поляризации и две преимущественно в σ -поляризации, что указывает на симметрию Γ_2 основного состояния. При этом в мультиплете 3F_2 нижний уровень А — Γ_3 , следующий уровень В — Γ_1 , а уровень С — Γ_3 . Энергия первого возбужденного уровня 2 в основном мультиплете составляет 23 cm^{-1} , переход с него хорошо виден по линии 2А в спектре при 60 К. Уровень 2 имеет симметрию Γ_1 : линии 2В перехода на уровень В с симметрией Γ_1 нет в спектре (переход $\Gamma_1 \rightarrow \Gamma_1$ строго запрещен), в других мультиплетах также нет линий переходов с уровня 2 на уровни Γ_1 . Определенные экспериментально симметрии уровней также указаны в столбце 4 табл. 3.

Заметим, что энергии уровней симметрии Γ_2 в возбужденных мультиплетах были найдены по линиям переходов на них с уровня 2 (Γ_1) (переходы $\Gamma_2 \rightarrow \Gamma_2$ с основного уровня строго запрещены).

Б. Ионы Pr^{3+} рядом с дефектами структуры

На рис. 2 показана линия поглощения 20603 cm^{-1} в кристалле YAB- Pr^{3+} (1 at.%). Она соответствует синглет-синглетному переходу $1\Gamma_2$ (3H_4) \rightarrow $A\Gamma_1$ (3P_0), однако имеет сложную структуру: рядом с основной линией наблюдаются спутники. Авторы работы [23] наблюдали аналогичную структуру данной линии в спектре алюмината иттрия с той же концентрацией ионов Pr^{3+} (1 at.%), однако не смогли ее объяснить. Сравнение наших данных (рис. 2) и данных работы [23] (вставка на рис. 6 работы [23]) показывает, что интенсивность спутников в нашем случае примерно в полтора раза меньше, чем в работе [23]. Исследованные в настоящей работе кристаллы были выращены с флюсом на основе $\text{Bi}_2\text{Mo}_3\text{O}_{12}$, тогда как в работе [23] использовался флюс на основе $\text{K}_2\text{Mo}_3\text{O}_{10}$. В работах [25,26] было показано, что в процессе роста кристаллов раствор-расплавным методом компоненты флюса входят в кристалл. При росте кристаллов YAB с использованием $\text{Bi}_2\text{Mo}_3\text{O}_{12}$ ионы Mo^{3+} замещают ионы Al^{3+} , а ион Bi^{3+} садится на место Y^{3+} [25]. Однако этот флюс связывает молибден, он входит в кристалл в меньшем количестве, чем в случае роста с использованием $\text{K}_2\text{Mo}_3\text{O}_{10}$ [26].

Таким образом, спутники основной линии обусловлены ионами Pr^{3+} , расположенными рядом с дефектами „ Mo^{3+} на месте Al^{3+} “ и „ Bi^{3+} на месте Y^{3+} “. Исходя из структуры YAB и ионных радиусов, можно предположить, что дефекты, обусловленные присутствием молибдена, наиболее важны.

Таблица 2. Разрешенные ЭД и МД переходы для ионов с четным числом электронов в случае точечной группы симметрии D_3

D_3	ЭД			МД		
	Γ_1	Γ_2	Γ_3	Γ_1	Γ_2	Γ_3
Γ_1	—	$d_z(\pi)$	$d_x, d_y(\sigma)$	—	$\mu_z(\sigma)$	$\mu_x, \mu_y(\pi)$
Γ_2	$d_z(\pi)$	—	$d_x, d_y(\sigma)$	$\mu_z(\sigma)$	—	$\mu_x, \mu_y(\pi)$
Γ_3	$d_x, d_y(\sigma)$	$d_x, d_y(\sigma)$	$d_x, d_y, d_z(\sigma, \pi)$	$\mu_x, \mu_y(\pi)$	$\mu_x, \mu_y(\pi)$	$d_x, d_y, d_z(\sigma, \pi)$

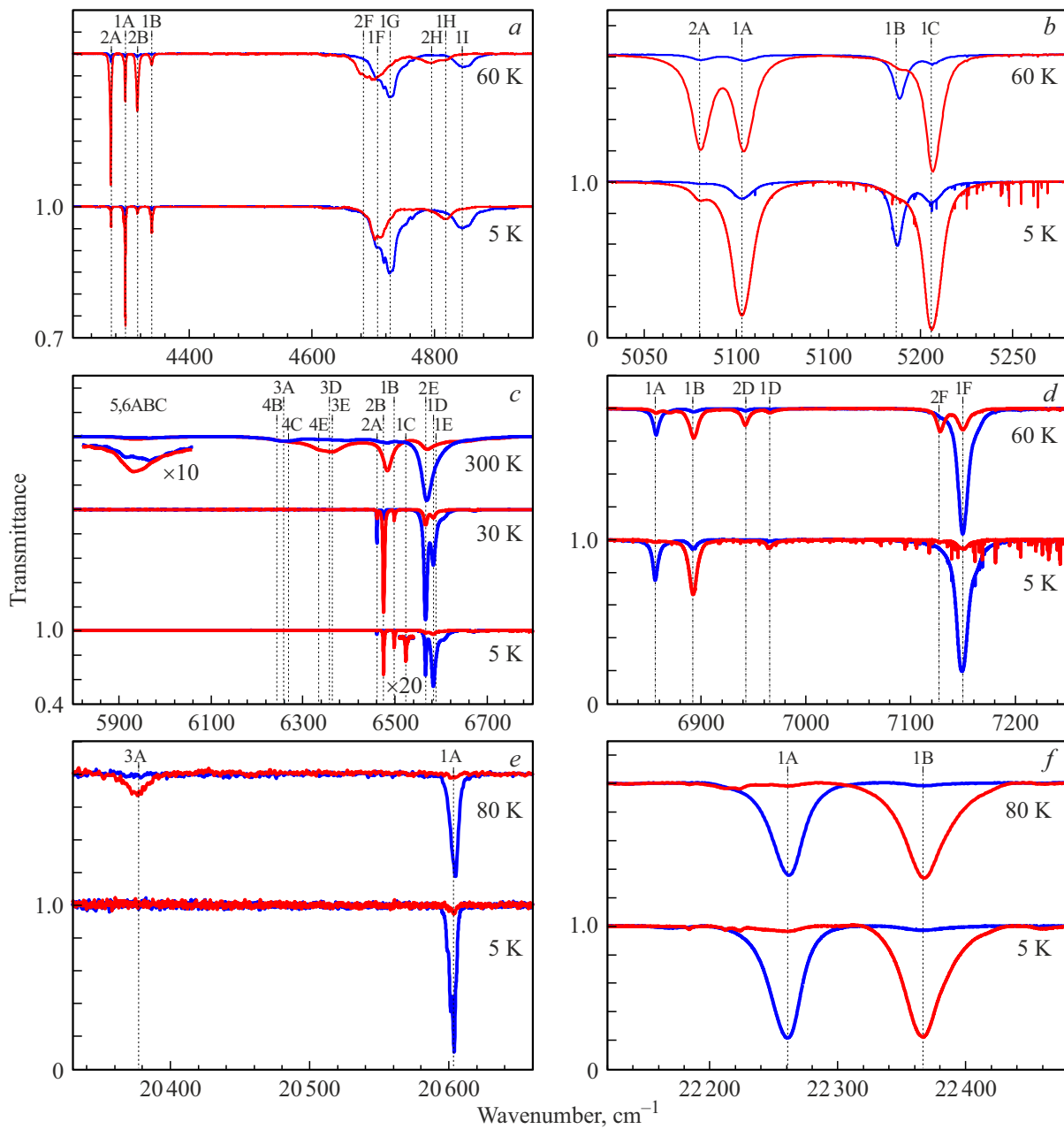


Рис. 1. Спектры пропускания кристалла $YAl_3(BO_3)_4-Pr^{3+}$ (1 at.%) толщиной 4.15 mm в σ (красный)- и π (синий)-поляризациях при разных температурах в области переходов в ионе Pr^{3+} : $a - {}^3H_4 \rightarrow {}^3H_6$, $b - {}^3H_4 \rightarrow {}^3F_2$, $c - {}^3H_4 \rightarrow {}^3F_3$, $d - {}^3H_4 \rightarrow {}^3F_4$, $e - {}^3H_4 \rightarrow {}^3P_0$, $f - {}^3H_4 \rightarrow {}^3P_2$.

Таблица 3. Энергии E (cm^{-1}) штатковских уровней Pr^{3+} в $\text{YAl}_3(\text{BO}_3)_4\text{-Pr}^{3+}$ и неприводимые представления Γ_i точечной группы симметрии D_3 , их характеризующие

$2S+1L_J$	i	YAB-Pr					
		Данная работа		[22]		[23]	
		E	Γ	E	Γ	E	Γ
1	2	3	4	5	6	7	8
3H_4	1	0	Γ_2	0	Γ_2	0	
	2	23	Γ_1	150	Γ_1	23	Γ_3
	3	226	Γ_3	231	Γ_3	139	
	4	255		332	Γ_3	226	Γ_3
	5	493–635		–	Γ_1	330	Γ_3
	6	493–635		560	Γ_3	560	
3H_5	A	2196	Γ_3	–		–	
	B	–		–		2196.1	Γ_3
	C	2272		–		2272	
	D	–		–		–	
	E	–		–		2476	Γ_3
	F	–		–		–	
	G	–		–		–	
3H_6	A	4295.5	Γ_3	–		4295.5	
	B	4338.7	Γ_3	–		4338.6	Γ_3
	C	–		–		–	
	D	–		–		–	
	E	–		–		–	
	F	4707	Γ_1	–		–	
	G	4727.8	Γ_3	–		4715	Γ_3
	H	4817.8	Γ_3	–		4845	Γ_3
	I	4845	Γ_1	–		–	
3F_2	A	5103	Γ_3	5080	Γ_3	5103	
	B	5187	Γ_1	5178	Γ_1	5187	Γ_3
	C	5206	Γ_3	5200	Γ_3	5206	Γ_3
3F_3	A	6484.3	Γ_2	6463	Γ_3	6465	Γ_3
	B	6498.6	Γ_3	6487	Γ_3	6485.1	
	C	6524		6528	Γ_2	6524	Γ_3
	D	6583.8	Γ_1	6555	Γ_1	6581	
	E	6589.8	Γ_2	6590	Γ_2	6607	
3F_4	A	6855.5	Γ_1	6843	Γ_1	6855.5	Γ_3
	B	6891.3	Γ_3	6879	Γ_3	6891.3	
	C	6930	Γ_2	6928	Γ_3	6965	Γ_3
	D	6965	Γ_3	6980	Γ_2	–	
	E	–		7115	Γ_3	7150.4	Γ_3
	F	7150		7135	Γ_1	7160	
1G_4	A	9707.4		–		9707.4	Γ_3
	B	–		–		9749	
	C	9909	Γ_2	–		9909	Γ_3
	D	–		–		–	
	E	10178		–		10178	
	F	10216		–		10216	Γ_3
1D_2	A	16512	Γ_1	16525	Γ_1	16754	Γ_3
	B	16754	Γ_3	16769	Γ_3	–	
	C	17140	Γ_3	17156	Γ_3	17150	Γ_3
3P_0	A	20603	Γ_1	20619	Γ_1	20603	Γ_1

Таблица 3. Продолжение

1	2	3	4	5	6	7	8
$^3P_{1+}$	A	21003	Γ_2	21176	Γ_3	20985	
	B	21014	Γ_1	21236	Γ_2	21008	
	C	21163	Γ_3	22274	Γ_1	21013	Γ_3
	D	–		–		21145	Γ_3
	E	–		–		21153	Γ_3
	F	–		–		21247	
	G	21330	Γ_1	–		21330	
	H	21353	Γ_3	–		–	
	I	–		–		–	
	K	21816	Γ_1	–		21816	Γ_3
	L	21858.6	Γ_3	–		21889	
3P_2	A	22261	Γ_1	–		22365	
	B	22367	Γ_3	22379	Γ_3	22460	Γ_3
	C	22450	Γ_3	22418	Γ_3	22710	Γ_3

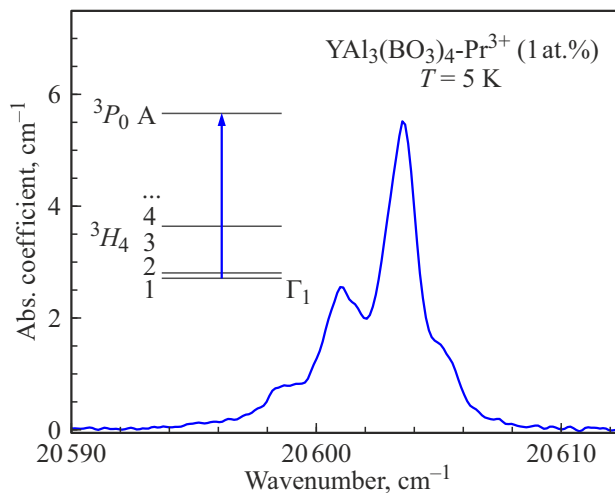


Рис. 2. Линия 1A поглощения π -поляризованного света в области перехода $^3H_4 \rightarrow ^3P_0$ в кристалле YAB-Pr^{3+} (1 at.%).

В. Дублетная структура линий синглет-дублетных переходов

Празеодим — моноизотопный элемент, имеющий один стабильный изотоп ^{141}Pr с ядерным спином $I = 5/2$. В результате сверхтонкого взаимодействия некрамеровские дублеты Γ_3 расщепляются на 6 сверхтонких компонент. Сверхтонкую структуру в зарегистрированных спектрах обнаружить не удалось. Тем не менее, следует отметить наличие явной дублетной структуры некоторых спектральных линий, относящихся к синглет-дублетным переходам $\Gamma_1(\Gamma_2) \rightarrow \Gamma_3$ (рис. 3). Авторы статьи [23] также сообщили о наблюдении дублетной структуры некоторых линий поглощения. Вычисленные в [23] интервалы сверхтонкой структуры дублетов существенно меньше наблюдаемых расщеплений от 0.4 до 3.1 cm^{-1} для разных линий. В работе [23] не приводится объяснение наблюдаемой дублетной структуры линий в спектрах поглощения.

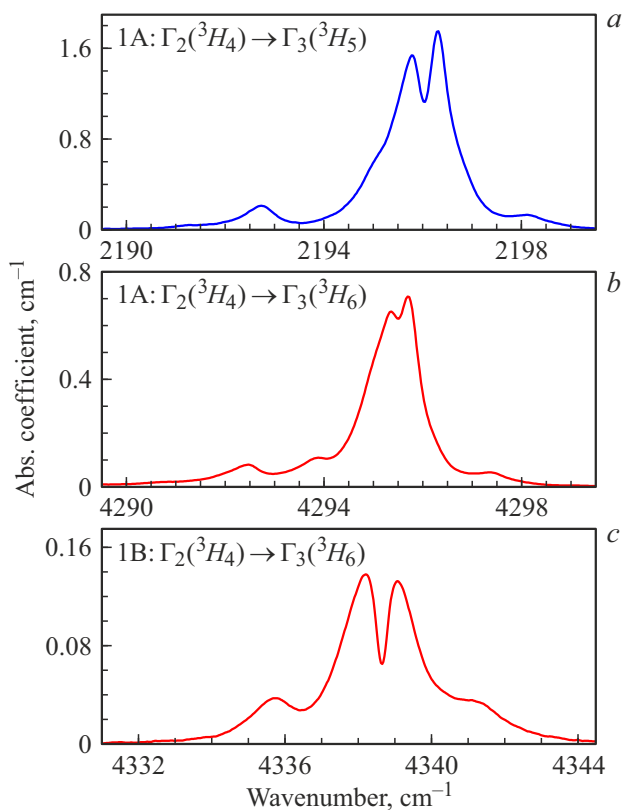


Рис. 3. Спектральные линии поглощения в (а) π - и (b, c) σ -поляризациях, относящиеся к переходам $\Gamma_2 \rightarrow \Gamma_3$ в кристалле $YAB-Pr^{3+}$ (1 at.%) при $T = 5$ К.

Как следует из предыдущих исследований, наблюдаемая характерная дублетная форма линий, соответствующих синглет-дублетным переходам, свидетельствует о наличии низкосимметричных локальных возмущений кристаллического поля, которые могут быть вызваны точечными дефектами кристаллической решетки [27,28]. В кристаллах $YAB-Pr^{3+}$, выращенных раствор-расплавным методом, такими дефектами являются как сами ионы Pr^{3+} , так и неконтролируемые примеси, входящие в кристалл из флюса в процессе роста. Чтобы выяснить, какие именно дефекты вносят определяющий вклад в деформационные расщепления, необходимы дополнительные исследования.

Заключение

Проведены измерения спектров пропускания монокристаллов $YAl_3(BO_3)_4$, активированных ионами Pr^{3+} (1 at.%). Ионы Pr^{3+} замещают ионы Y^{3+} в позиции с точечной группой симметрии D_3 . Спектры зарегистрированы в широкой спектральной области ($2000-23000$ cm^{-1}) методом фурье-спектроскопии высокого разрешения (до 0.1 cm^{-1}), обеспечивающим высокую точность шкалы волновых чисел. Температура кристалла контролируемо менялась от 5 до 300 К.

В результате анализа спектров в π - и σ -поляризованном свете построена схема штарковских уровней иона Pr^{3+} в $YAB-Pr^{3+}$ и определены неприводимые представления точечной группы D_3 (Γ_1, Γ_2 или Γ_3), по которым преобразуются волновые функции штарковских уровней. Эти данные представляют собой основу для последующего корректного расчета по теории кристаллического поля.

В спектрах не удалось наблюдать сверхтонкую структуру, обусловленную взаимодействием электронов с магнитным моментом ядра единственного стабильного изотопа празеодима ^{141}Pr с ядерным спином $I = 5/2$, однако для ряда линий синглет-дублетных переходов наблюдалась характерная дублетная структура, вызванная действием случайных деформаций решетки. Спектральные спутники линии синглет-синглетного перехода $\Gamma_2(3H_4) \rightarrow \Gamma_1(3P_0)$ отнесены к переходам в ионах Pr^{3+} , находящихся рядом с дефектами. Предположительно такими дефектами являются ионы Mo^{3+} и Bi^{3+} , входящие в кристалл из флюса в процессе роста раствор-расплавным методом и замещающие ионы Al^{3+} и Y^{3+} соответственно.

Финансирование работы

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского научного фонда (проект № 23-22-00433).

Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

Список литературы

- [1] A.M. El-Naggar, N.S. Alzayed, A. Majchrowski, L. Jaroszewicz, M.G. Brik, W. Kuznik, I.V. Kityk. *J. Cryst. Growth*, **334**(1), 122–125 (2011). DOI: 10.1016/j.jcrysgro.2011.08.037
- [2] N. Navya, B.R.R. Krushna, S.C. Sharma, N.R. Nadar, M. Panda, A. George, C. Krithika, S. Rajeswari, R. Vanithamani, K. Madhavi, G. Ramakrishna, K. Manjunatha, S.Y. Wu, H. Nagabhushana. *J. Photochem. Photobiol. A: Chem.*, **456**, 115858 (2024). DOI: 10.1016/j.jphotochem.2024.115858
- [3] N. Rebrova, A. Grippa, P. Zdeb, P.J. Deren. *Scr. Mater.*, **255**, 116395 (2025). DOI: 10.1016/j.scriptamat.2024.116395
- [4] Y. Hua. *Ceram. Int.*, **50** (18, Part A), 32353–32361 (2024). DOI: 10.1016/j.ceramint.2024.06.043
- [5] T. Gün, P. Metz, G. Huber. *Appl. Phys. Lett.*, **99** (18), 181103 (2011). DOI: 10.1063/1.3657150
- [6] P.W. Metz, S. Müller, F. Reichert, D.-T. Marzahl, F. Moglia, C. Kränkel, G. Huber. *Opt. Express*, **21** (25), 31274–31281 (2013). DOI: 10.1364/OE.21.031274
- [7] S. Fujita, H. Tanaka, F. Kannari. *Appl. Opt.*, **59**(17), 5124–5130 (2020). DOI: 10.1364/AO.394792
- [8] F. Cassouret, M. Badtke, P. Loiseau, G. Aka. *Opt. Express*, **31**, 12497 (2023). DOI: 10.1364/OE.487749
- [9] Z. Zhang, W. Yuan, R. Fang, Z. Li, H. Xu, Z. Cai. *Opt. Commun.*, **566**, 130726 (2024). DOI: 10.1016/j.optcom.2024.130726

- [10] P. Goldner, O. Guillot-Noël. *Mol. Phys.*, **102** (11–12), 1185–1192 (2004). DOI: 10.1080/00268970410001728744
- [11] E. Fraval, M.J. Sellars, J.J. Longdell. *Phys. Rev. Lett.*, **92**, 077601 (2004). DOI: 10.1103/PhysRevLett.92.077601
- [12] G.J. Pryde, M.J. Sellars, N.B. Manson. *Phys. Rev. B*, **69** (7), 075107 (2004). DOI: 10.1103/PhysRevB.69.075107
- [13] E. Fraval, M.J. Sellars, J.J. Longdell. *Phys. Rev. Lett.*, **95** (3), 030506 (2005). DOI: 10.1103/PhysRevLett.95.030506
- [14] J.J. Longdell, E. Fraval, M.J. Sellars, N.B. Manson. *Phys. Rev. Lett.*, **95** (6), 063601 (2005). DOI: 10.1103/PhysRevLett.95.063601
- [15] O. Guillot-Noël, Ph. Goldner, Y. Le Du, P. Loiseau. *Phys. Rev. B*, **75** (20), 205110 (2007). DOI: 10.1103/PhysRevB.75.205110
- [16] G. Heinze, C. Hubrich, T. Halfmann. *Phys. Rev. A*, **89** (5), 053825 (2014). DOI: 10.1103/PhysRevA.89.053825
- [17] N.I. Leonyuk, L.I. Leonyuk. *Prog. Cryst. Growth Charact. Mater.*, **31** (3–4), 179–278 (1995). DOI: 10.1016/0960-8974(96)83730-2
- [18] E.V. Koporulina, N.I. Leonyuk, S.N. Barilo, L.A. Kurnevich, G.L. Bychkov, A.V. Mokhov, G. Bocelli, L. Righi. *J. Cryst. Growth.*, **198**, 460–465 (1999). DOI: 10.1016/S0022-0248(98)01228-7
- [19] V.V. Maltsev, E.A. Volkova, D.D. Mitina, N.I. Leonyuk, A.B. Kozlov, A.V. Shestakov. *Inorg. Mater.*, **56**, 612–625 (2020). DOI: 10.1134/S0020168520060084
- [20] S. Ilas, P. Loiseau, G. Aka, T. Taira. *Opt. Express*, **22** (24), 30325 (2014). DOI: 10.1364/OE.22.030325
- [21] B.C. Jamalajah, N. Madhu, A.S.N. Reddy, P. Gawas, V. Nutalapati. *Optik (Stuttg.)*, **268**, 169744 (2022). DOI: 10.1016/j.jjleo.2022.169744
- [22] M.H. Bartl, K. Gatterer, E. Cavalli, A. Speghini, M. Bettinelli. *Spectrochim. Acta A*, **57**, 1981–1990 (2001). DOI: 10.1016/S1386-1425(01)00484-X
- [23] M. Mazzera, A. Baraldi, E. Buffagni, R. Capelletti, E. Beregi, I. Földvári, N. Magnani. *Appl. Phys. B*, **104**, 603–617 (2011). DOI: 10.1007/s00340-011-4421-7
- [24] I.A. Gudim, E.V. Eremin, V.L. Temerov. *J. Cryst. Growth*, **312** (16–17), 2427–2430 (2010). DOI: 10.1016/j.jcrysgr.2010.05.013
- [25] M.N. Popova, K.N. Boldyrev, P.O. Petit, B. Viana, L.N. Bezmaternykh. *J. Phys.: Condens. Matter.*, **20** (45), 455210 (2008). DOI: 10.1088/0953-8984/20/45/455210
- [26] K.N. Boldyrev, M.N. Popova, M. Bettinelli, V.L. Temerov, I.A. Gudim, L.N. Bezmaternykh, P. Loiseau, G. Aka, N.I. Leonyuk. *Opt. Mat.*, **34** (11), 1885–1889 (2012). DOI: 10.1016/j.optmat.2012.05.021
- [27] B.Z. Malkin, D.S. Pytalev, M.N. Popova, E.I. Baibekov, M.L. Falin, K.I. Gerasimov, N.M. Khaidukov. *Phys. Rev. B: Condens. Matter.*, **86** (13), 134110 (2012). DOI: 10.1103/PhysRevB.86.134110
- [28] B.Z. Malkin, N.M. Abishev, E.I. Baibekov, D.S. Pytalev, K.N. Boldyrev, M.N. Popova, M. Bettinelli. *Phys. Rev. B*, **96** (1), 014116 (2017). DOI: 10.1103/PhysRevB.96.014116