### Sur le Diborure et le Tétraborure de Magnésium. Considérations Cristallochimiques sur les Tétraborures

### MM. ROGER NASLAIN, ALAIN GUETTE ET MICHEL BARRET

Service de Chimie Minérale Structurale de l'Université de Bordeaux I, associé au CNRS, 351 Cours de la Libération, 33405 - Talence, France

Received November 27, 1972

MgB<sub>2</sub> and MgB<sub>4</sub> have been prepared at high temperature in sealed molybdenum vessels from mixtures of the elements. The utilization of an excess of metal in the vessel generates a pressure of magnesium vapor which inhibits thermal decomposition of the compounds during the synthesis. The structure of MgB<sub>4</sub> has been established from single crystal data collected on an automatic diffractometer. MgB<sub>4</sub> is orthorhombic, space group *Pnam* with a = 5.464; b = 7.472; c = 4.428 Å and Z = 4. The structure of MgB<sub>4</sub>, is based on chains of boron pentagonal pyramids in which the averaged B-B bond is 1.787 Å. Interchain B-B bonds of 1.730 Å are responsible for the three-dimensional boron framework. The Mg atoms, located in tunnels, form zigzag chains. The structure of MgB<sub>4</sub> is compared to those of ThB<sub>4</sub> and CrB<sub>4</sub>; it is concluded that the size of the metal atom plays an important role in the nature of the boron framework which exists. In MgB<sub>4</sub>, the fundamental unit of the boron skeleton is a pentagonal pyramid; a new feature, in boron-rich borides where this type of coordination polyhedron was previously found only in B<sub>12</sub> icosahedra.

Le système bore-magnésium demeure actuellement l'un des systèmes bore-métal les moins bien caractérisés, alors que l'existence des borures de magnésium était connue dès la fin du siècle dernier et que plusieurs études lui ont été récemment consacrées.

La phase la plus riche en métal est le diborure MgB<sub>2</sub> de symétrie hexagonale et dont la structure est de type AlB<sub>2</sub>. Elle a été identifiée par voie radiocristallographique d'abord par Russell et coll. (1) en 1953, puis presque simultanément par Jones et Marsh (2) en 1954; elle a été confirmée par analyse chimique par Markovskii, Kondrashev et Kaputovskaya (3) ainsi que par Duhart (4).

Le système bore-magnésium semble comporter d'autre part de nombreuses phases riches en bore qui sont toutes-contrairement au diborure MgB<sub>2</sub>-insolubles dans l'acide chlorhydrique dilué. Ces borures sont actuellement très mal caractérisés et les travaux les plus récents dans ce domaine sont en désaccord tant sur le plan de l'identification radiocristallographique que sur celui même de la formulation chimique.

Russell et coll. (1) ont signalé l'existence de trois phases riches en bore, dont un tétraborure MgB<sub>4</sub> auquel King (5) a attribué une maille triclinique pseudo-hexagonale.

Markovskii, Kondrashev et Kaputovskaya (3) ont mis également en évidence trois phases riches en bore A, B et C qu'ils caractérisaient par diffraction X. Réfutant les travaux de Russell et coll. (1), ils proposaient, au vu de l'analyse chimique, d'attribuer à la phase A non la formule MgB<sub>4</sub> mais plutôt la formule MgB<sub>6</sub>. Ils suggéraient de même pour la phase C la formule MgB<sub>12</sub>, estimant par ailleurs que les seuls résultats de l'analyse chimique étaient insuffisants pour permettre d'attribuer une formule précise à la phase B (3).

En 1962 Duhart (4) identifiait à son tour, outre MgB<sub>2</sub>, deux borures de compositions définies, MgB<sub>4</sub> et MgB<sub>6</sub>, ainsi que deux autres phases plus riches en bore, mais de composition incertaine. Les spectres de diffraction X de la phase MgB<sub>4</sub> de Duhart (4) et de la phase A de Markovskii, Kondrashev et Kaputovskaya (3) présentaient de toute évidence une forte analogie

qui laissait planer un doute quant à la formulation chimique.

Plus récemment Filomenko et coll. (6) notaient la formation de microcristaux de borures de magnésium lors de la synthèse du nitrure de bore cubique à haute température (1200 à 1900°C) et sous très forte pression (40 à 70 kbars), le magnésium jouant le rôle de catalyseur. Ils identifiaient deux phases MgB<sub>2</sub> et une phase à laquelle ils attribuaient la formule MgB<sub>6</sub> par référence aux travaux de Markovskii, Kondrashev et Kaputovskaya (phase A) (3).

Pour tenter de mettre un terme à la controverse sur les borures de magnésium riches en bore, nous avons pensé que la manière la plus sûre de les caractériser était d'en déterminer la structure cristalline à partir de monocristaux. L'une des difficultés majeures que comporte l'étude du système bore-magnésium est la volatilité du magnésium, aussi avons nous transposé à ce système la méthode de synthèse en réacteur scellé que nous avions antérieurement mise au point pour la préparation des borures alcalins. Cette méthode a permis de préparer, dans un premier temps, le diborure et le tétraborure à l'état de grande pureté; l'obtention de monocristaux a permis par ailleurs la détermination complète de la structure cristalline de MgB<sub>4</sub> *(7)*.

## Préparation du Diborure et du Tétraborure de Magnésium

### A. Principe

Selon Duhart (4) MgB<sub>2</sub> se décompose sous vide dès 760°C en donnant des produits amorphes aux rayons X; en revanche sous une pression d'argon ou d'hydrogène d'un bar sa pyrolyse, très lente à 850°C, conduit quantitativement à MgB<sub>4</sub> au bout de quelques heures seulement lorsqu'elle est effectuée au-dessus de 950°C. Le tétraborure commence à se dissocier à son tour vers 985°C, en atmosphère inerte, pour donner un hexaborure (4).

Les borures de magnésium ne possèdent donc qu'une faible stabilité thermique; cette propriété peut s'expliquer en partie par la forte tension de vapeur saturante du magnésium ainsi que l'indique la Fig. 1. Il n'est pas surprenant dans ces conditions que les synthèses de borures de magnésium, généralement réalisées jusqu'ici en enceintes laboratoires non étanches et non isothermes aient conduit à des borures qui étaient déjà partiellement dégradés lors de la

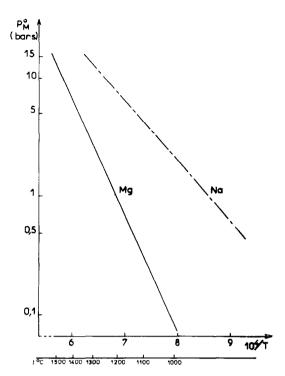


Fig. 1. Tensions de vapeur saturante du sodium et du magnésium.

réaction de préparation, le métal se condensant sur les parois les plus froides.

Filomenko et coll. (6) ont observé toutefois la formation des borures de magnésium à des températures très supérieures aux limites de stabilité thermique indiquées par Duhart (4) grâce à l'emploi des très fortes pressions nécessaires à la synthèse de la variété cubique du nitrure de bore.

L'ensemble de ces résultats expérimentaux souligne l'importance de la pression dans la préparation des borures de magnésium. Cette remarque nous a incité à transposer au système bore-magnésium la méthode de synthèse que nous avions antérieurement mise au point pour la préparation et l'étude des borures alcalins qui correspondent également à des métaux très volatils comme le rappelle la Fig. 1 dans le cas du sodium. La méthode utilisée consiste à faire réagir, à haute température et au sein d'un réacteur scellé, du bore pur et finement divisé sur un excès de métal M à l'état liquide (8).

La présence d'un excès de métal M entraîne l'existence d'un équilibre  $M_{liq} \rightleftharpoons M_{vap}$  qui maintient dans le réacteur étanche une pression égale à la tension de vapeur saturante  $p_M^{\circ}$  du

métal M. L'existence de cette pression interne permet—si le métal M est suffisamment volatil—de préparer au sein de réacteurs isothermes et dans un domaine de température déterminé un borure  $MB_n$  peu stable à haute température, en entravant sa dissociation thermique: il suffit pour celà que  $p_M^{\circ}$  soit supérieure à la tension de dissociation de  $MB_n$ .

La méthode permet en outre de faire varier la pression à l'intérieur du réacteur soit en substituant au métal pur M un de ses alliages judicieusement choisi soit en introduisant une paroi froide. Dans ce dernier cas, la paroi froide maintenue à une température contrôlée  $T_2 < T_1$  joue le rôle de condenseur, alors que la zone la plus chaude maintenue à  $T_1$  est la zone réactionnelle. Dans un tel réacteur la pression interne à l'équilibre est la tension de vapeur saturante de M à la température  $T_2$ . Les réacteurs scellés, à gradient thermique contrôlé, présentent de nombreux avantages dont en particulier des possibilités de cristallogénèse si le gradient thermique  $T_1 - T_2$  est faible.

Divers types de réacteurs, isothermes ou à gradient thermique, ont été mis au point pour l'étude et la préparation du diborure et du tétraborure de magnésium. La Fig. 2 représente, à titre d'illustration, un réacteur isotherme standard. Pour les préparations effectuées à température modérée (T < 1200°C) le réacteur est en fer et les produits de départ sont contenus dans un creuset en molybdène. Pour les préparations effectuées au-dessus de 1200°C, le réacteur

est entièrement en molybdène. Dans tous les cas l'étanchéité est assurée à l'aide d'une soudure par bombardement électronique. Les températures sont mesurées en a et b soit à l'aide de thermocouples soit par visée pyrométrique.

La préparation d'un borure MB, par synthèse directe peut être délicate si le système bore-métal envisagé comporte plusieurs composés intermédiaires. Elle est alors grandement facilitée si les phases susceptibles de se former peuvent être séparées aisément par voie physique ou chimique. Ce cas favorable est précisément celui des borures de magnésium les plus riches en métal puisque MgB<sub>2</sub> est entièrement hydrolysé à froid par l'acide chlorhydrique dilué, alors que MgB4 reste inaltéré dans les mêmes conditions et peut donc être séparé chimiquement. Par contre les borures de magnésium riches en bore ont les uns par rapport aux autres des propriétés physicochimiques proches de celles du bore lui-même, ce qui interdit en pratique de les séparer les uns des autres donc de les isoler commodément par synthèse directe.

Cette remarque nous a incité, dans un premier temps, à limiter notre étude au diborure et au tétraborure de magnésium. Le but essentiel de ce travail étant l'obtention de phases bien cristallisées, nous avons effectué les synthèses à des températures allant généralement de 1000 à 1500°C pour lesquelles l'équilibre  $Mg_{liq} \rightleftharpoons Mg_{vap}$  correspond à des pressions comprises entre 0.06 et 10.4 bars (Fig. 1). Le magnésium utilisé titrait 99.9%. Le bore était soit un mélange

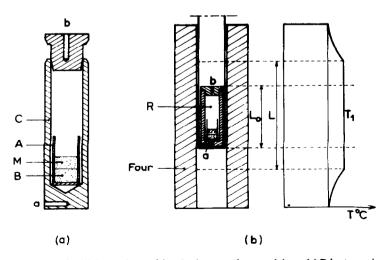


FIG. 2. Dispositif expérimental utilisé pour la synthèse des borures de magnésium. (a) Réacteur: A = creuset en molybdène; B = bore; C = enceinte en fer ou en molybdène; M = magnésium; a et b = zones de mesures des températures. (b) Dispositif de chauffage du réacteur.

pulvérulent des variétés rhomboédriques  $\alpha$  et  $\beta$ , titrant 99% en bore, préparé par réduction à basse température de tribromure de bore par l'hydrogène, soit la variété  $\beta$  seule qui résultait d'un traitement thermique de conversion rh.  $\alpha \rightarrow$  rh.  $\beta$  et titrait 99.9% en bore (9-11).

### B. Préparation du diborure de magnésium

La synthèse de  $MgB_2$  a été effectuée au sein de réacteurs en molybdène étanches et isothermes, à des températures allant de 1200 à 1400°C, et à partir de mélanges de bore et de magnésium correspondant à des rapports atomiques B/Mg de l'ordre de 1.9. Cette valeur est suffisante pour assurer dans le volume disponible l'existence de l'équilibre  $Mg_{Iiq} \rightleftharpoons Mg_{vap}$  générateur de la pression interne; elle conduit après réaction à un diborure  $MgB_2$  exempt de tout borure supérieur, mais qui contient une petite quantité de métal libre qui peut être éliminée ultérieurement par distillation sous vide.

Dans nos conditions de température et de pression, la formation de MgB<sub>2</sub> est très rapide. Pour éviter qu'une boruration importante de la paroi du réacteur n'intervienne la durée des préparations est limitée à 1 ou 2 h. A état de division comparable, le magnésium semble réagir indifféremment avec l'une ou l'autre des variétés rhomboédriques du bore, comportement qui n'est pas sans rappeler celui du sodium (8).

### C. Préparation du tétraborure de magnésium

Compte tenu des possibilités de séparation chimique des borures de magnésium et des données de Duhart (4) sur la stabilité thermique de MgB<sub>4</sub>, deux méthodes de préparation du tétraborure ont pu être mises au point.

1. Préparation de MgB<sub>4</sub> par synthèse directe et en réacteur isotherme. Nous avons vu que MgB<sub>2</sub> est soluble à froid dans l'acide chlorhydrique dilué, alors que les borures supérieurs de magnésium restent inaltérés. Par ailleurs, selon Duhart (4) MgB<sub>4</sub> commence à se dissocier vers 985°C sous pression d'hydrogène ou d'argon d'un bar. Ces deux remarques permettent de fixer assez rigoureusement les conditions opératoires: la synthèse à haute température de MgB<sub>4</sub> doit être effectuée en réacteur étanche pour éviter la dissociation de MgB<sub>4</sub> et à partir d'un rapport atomique initial B/Mg inférieur à 4 pour ne pas avoir à craindre la présence de bore libre ou de phases plus riches en bore qu'il serait impossible de séparer du tétraborure.

Nous avons opéré entre 1300 et 1500°C, au sein de réacteurs isothermes en molybdène, avec un rapport atomique initial B/Mg de l'ordre de 3.5 et une durée de réaction d'une heure environ. Après trempe le produit obtenu est soumis à un lavage prolongé par une solution aqueuse d'acide chlorhydrique N, puis séché.

2. Préparation de MgB<sub>4</sub> par dégradation thermique de MgB<sub>2</sub> en présence de magnésium liquide. L'étude du comportement thermique des borures de magnésium sous atmosphère d'argon ou d'hydrogène réalisée par Duhart (4) montre que MgB<sub>2</sub> est moins stable thermiquement que MgB<sub>4</sub> et que sa dégradation thermique peut s'écrire:

$$2 \text{ MgB}_2 \xrightarrow{t > 850^{\circ}\text{C}} \text{MgB}_4 + 2 \text{ Mg}^{\times}$$

A haute température, l'évolution de cette réaction dépend de la pression de magnésium. C'est ainsi que la préparation de MgB<sub>2</sub> a pu être effectuée entre 1200 et 1400°C à condition d'opérer en présence d'un excès de métal et au sein d'un réacteur étanche et isotherme: la tension de vapeur saturante du métal est alors suffisante pour qu'aucune dissociation appréciable du diborure ne se produise pendant la durée de l'opération. Il en est tout autrement si la préparation est faite sous vide ou dans un réacteur non inotherme. Dans ce dernier cas en particulier l'introduction d'une paroi freide à la température T2 peut entraîner une diminution de la pression de magnésium suffisante pour permettre dans la zone réactionnelle à la température  $T_1 > T_2$ , la dissociation de MgB<sub>2</sub> en MgB<sub>4</sub>, voire celle de MgB<sub>4</sub> en borures supérieurs et ceci pratiquement quel que soit le rapport initial B/Mg utilisé.

Partant de ce principe  $MgB_4$  a pu être préparé dans un excellent état de cristallisation par décomposition thermique contrôlée de  $MgB_2$  au sein d'un large excès de magnésium liquide. La préparation est réalisée dans un réacteur à gradient thermique de 25 cm de long  $(L_0)$ . Les produits de départ, pris dans le rapport atomique B/Mg = 1, sont placés dans la zone réactionnelle à  $T_1 = 1275$ °C, alors que la partie supérieure du réacteur est à  $T_2 = 1200$ °C.

Dans un tel réacteur, MgB<sub>2</sub> qui se forme lors de la montée en température du four, n'est plus stable à 1275°C sous la pression interne imposée par la température de la paroi froide. La dégradation du diborure en MgB<sub>4</sub> est toutefois assez lente, c'est ainsi par exemple que le produit obtenu aprés 20 h à 1275°C contenait encore

TABLEAU I
CARACTERISATION DE MgB <sub>4</sub> PAR ANALYSE CHIMIQUE

	B(%)	Mg(%)	(B + Mg)(%)	B/Mg(at)
MgB₄ théorique	64.01	35.99	100	4
Synthèse en réacteur isotherme	64.4	35.3	99.7	4.1
Dégradation thermique de MgB <sub>2</sub>	63.8	35.3	99.1	4.07
Phase A [Markovskii, Kondrashev et Kaputovskaya				
(3)]	69.4	27.6	98.0	5.47
MgB <sub>4</sub> [Duhart (4)]	_		_	4.15

18% de MgB<sub>2</sub>. Comme la conversion n'est jamais totale, le tétraborure est isolé par voie chimique, son titre en MgB<sub>4</sub> est de 99%.

# Identification du Diborure et du Tétraborure de Magnésium

Les phases obtenues au cours de cette étude, préparées à partir de bore et de magnésium très purs, au sein de réacteurs clos où les risques de contamination et de dégradation thermique accidentelle sont extrêmement réduits, sont ellesmêmes d'une grande pureté. Ces conditions ont permis un contrôle précis de leurs formules par analyse chimique. Le Tableau I donne, à titre d'illustration, les résultats de l'analyse du tétraborure dont la formule était jusqu'ici controversée.

L'un des avantages de la préparation des borures de magnésium à haute température et en présence d'un excès de magnésium est de conduire à des produits très bien cristallisés qui donnent des raies de diffraction X d'une grande finesse.

Le diborure MgB<sub>2</sub> se présente sous forme de microcristaux hexagonaux (0.01 à 0.02 mm) de couleur jaune doré. Les paramètres du réseau cristallin hexagonal ont été affinés à partir du spectre de poudre par une méthode des moindres

carrés: les valeurs obtenues sont en bon accord avec celles antérieurement publiées comme l'indique le Tableau II.

La structure cristalline de MgB<sub>2</sub> a été établie par isotypie avec celle de AlB<sub>2</sub>—par Jones et Marsh (2) à partir du spectre de poudre. Cette structure apparentée à celle du graphite, dérive d'un empilement suivant l'axe c de plans compacts (A) d'atomes de magnésium et de feuillets covalents (H) d'atomes de bore (Fig. 3). L'environnement du magnésium est constitué de 12 atomes de bore et de 8 atomes métalliques, celui du bore comporte 6 atomes de magnésium situés aux sommets d'un prisme droit et 3 atomes de bore situés à l'extérieur du prisme (Fig. 3d et e).

Le tétraborure MgB<sub>4</sub>, préparé soit par synthèse directe soit par dégradation thermique contrôlée de MgB<sub>2</sub>, se présente sous forme de poudre microcristalline de couleur noire et de densité  $d_{\text{exp}} = 2.49 \pm 0.02$ .

Le spectre Debye-Scherrer de MgB<sub>4</sub> est en bon accord avec celui publié par Duhart (4) et coïncide à une ou deux raies près avec le spectre que Markovskii, Kondrashev et Kaputovskaya (3) attribuent à la phase A formulée MgB<sub>6</sub>. L'identification radiocristallographique et les résultats de l'analyse chimique (Tableau I) incitent à penser que la phase A de Markovskii,

TABLEAU II  $\label{eq:parameters} \mbox{Parametres du Reseau Cristallin de MgB}_2$ 

Para- mètre (Å)	Cette étude	Jones et Marsh (2)	Russell et al. (1)	Filomenko et al. (6) <sup>a</sup>
а	3.084 <sub>6</sub> ± 0.0009	$3.083_4 \pm 0.0003$	3.084 ± 0.001	3.083
c	$3.522_4 \pm 0.0009$	$3.521_3 \pm 0.0006$	$3.522\pm0.02$	3.523

<sup>&</sup>quot; Préparé à 1200-1900°C et à 40 à 70 kbars.

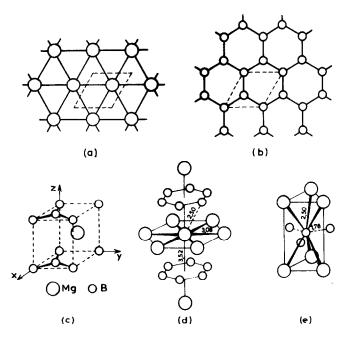


Fig. 3. Structure cristalline de  $MgB_2$ : (a) plan compact d'atomes de magnésium A; (b) couche covalente d'atomes de bore H; (c) la structure de  $MgB_2$  dérive d'un empilement suivant l'axe c des plans A et H selon la séquence AH, A; (d et e) environnements respectifs du magnésium et du bore.

Kondrashev et Kaputovskaya n'est autre qu'un tétraborure partiellement décomposé en cours de préparation.

### Structure Cristalline de MgB<sub>4</sub>

L'analyses des spectres Debye-Scherrer ayant montré que MgB<sub>4</sub> n'était isotype ni des tétraborures de la famille de ThB<sub>4</sub> ni des borures récemment étudiés par Andersson et Lundström (14) (CrB<sub>4</sub>, MnB<sub>4</sub> et Mo<sub>0.8</sub>B<sub>3</sub>), nous avons jugé utile d'en préciser la structure par une étude sur monocristal (12–16). Les résultats de cette étude ont été résumés récemment dans une courte note (7).

Des monocristaux de MgB<sub>4</sub> de taille compatible avec une étude aux rayons X ont été prélevés au sein d'un échantillon de tétraborure préparé à partir d'un mélange bore-magnésium (B/Mg: 3.5) et en présence de sodium liquide jouant le rôle de flux dans un réacteur étanche à faible gradient thermique. Les cristaux noirs obtenus après élimination du sodium ont été analysés à la microsonde; cette technique a permis de montrer qu'ils étaient exempts de sodium et que par conséquent les borures de magnésium sont plus stables dans ces conditions de préparation que ceux du sodium.

Le tétraborure de magnésium cristallise dans le système orthorhombique; les extinctions systématiques relevées sur les diagrammes de diffraction X sont compatibles avec les groupes d'espace Pnam et  $Pna2_1$ . Les paramètres du réseau cristallin sont  $a=5.464\pm0.003$  Å,  $b=7.472\pm0.003$  Å et  $c=4.428\pm0.003$  Å. La densité implique 4 motifs MgB<sub>4</sub> par maille élémentaire.

La mesure des intensités diffractées a été réalisée sur diffractomètre automatique à l'aide du rayonnement  $K\alpha$  du molybdène; 324 réflexions indépendantes ont été retenues pour le calcul de la structure. Les tests statistiques effectués en vue de préciser l'existence ou l'absence d'un centre de symétrie n'ayant pas été concluants, les calculs ont dû être poursuivis dans le cas de chacun des deux groupes spatiaux  $Pna2_1$  et Pnam.

Par affinement des positions atomiques (déduites des sections de Patterson et de Fourier) et des facteurs d'agitation thermique anisotrope à l'aide d'une méthode des moindres carrés (matrice complète), la valeur du coefficient de reliabilité  $R = \Sigma ||F_o| - |F_c||/\Sigma |F_o|$  a été abaissée à 0.046 pour le groupe d'espace *Pnam* et à 0.049 pour le groupe d'espace *Pna2*<sub>1</sub>.

TABLEAU III

POSITIONS ATOMIQUES ET FACTEURS D'AGITATION THERMIQUE CALCULES DANS LE GROUPE D'ESPAJE PRAM

		<b>ک</b>	Coordonnées réduites	ııtes			r actomis a agin	racionis u agnation mermique		
omes	Atomes Positions	×	γ	***	β11	β22	взз	β12	β13	β23
Mg		4c 0.05131(29) 0.13638(17)	0.13638(17)	-44	0.00917(40)		0.00289(16) 0.02606(82) 0.00044(21)	0.00044(21)	0.0	0.0
B <sub>(1)</sub>	4c	0.27549(58)	0.34374(40)	W4	0.00226(70)	0.00130(35)	0.00070(117) -0.00039(39)	-0.00039(39)	0.0	0.0
B <sub>(2)</sub>	4c	0.44199(65)	0.14660(41)	m <del>l d</del>	0.00193(70)	0.00138(32)	0.00541(125) 0.00008(45)	0.00008(45)	0.0	0.0
B <sub>(3)</sub>	<i>p</i> 8	0.13079(42)	0.43457(29)	0.44210(50)	0.00314(43)	0.00154(20)		0.00328(68) 0.00079(28)	0.00085(61)	0.00026(37)

TABLEAU IV

POSITIONS ATOMIQUES ET FACTEURS D'AGITATION THERMIQUE CALCULES DANS LE GROUPE D'ESPACE PHA21

		ပိ	Coordonnées réduites	ites			Facteurs d'agita	Facteurs d'agitation thermique		
Atomes	Atomes Positions	×	ď	N	β11	βιι	β33	B <sub>12</sub>	B <sub>13</sub>	$\beta_{23}$
Mg	Mg 4a	0.05140(32) 0.13636(17)	0.13636(17)	-++	0.00916(41)	0.00916(41) 0.00292(17)	0.02779(101)	0.02779(101) 0.00042(21)		0.00310(356) -0.00306(214)
B <sub>(1.)</sub>	4a	0.27541(63)	0.34380(43)	0.75636(571)	0.75636(571) 0.00259(72)	0.00132(36)	0.00000(172)	-0.00031(39)	0.00000(172)  -0.00031(39)  -0.00440(417)  0.00121(330)	0.00121(330)
B <sub>(2)</sub>	4a	0.13073(487)	0.43903(326)	0.43863(343)	0.00375(301)	0.43863(343)  0.00375(301)  0.00065(133)  0.00020(311)  -0.00259(159)  0.00063(344)  0.00159(138)	0.00020(311)	-0.00259(159)	0.00063(344)	0.00159(138)
B <sub>(3)</sub>	4a	0.44252(74)	0.14644(44)	0.76058(519) 0.00226(78)	0.00226(78)	0.00147(33)	0.00418(160)	0.00418(160) 0.00000(47)		0.00475(364) -0.00310(371)
B <sub>(4)</sub>	4	0.13042(465)	0.13042(465) 0.43056(311)		0.00273(289)	0.05271(359)  0.00273(289)  0.00204(134)  0.00536(289)  0.00434(142)  -0.00116(316)  -0.00115(159)	0.00536(289)	0.00434(142)	-0.00116(316)	-0.00115(159)

Les calculs aboutissent donc à des modèles extrêmement proches comme l'indiquent d'ailleurs les données aux Tableaux III et IV et la seule considération du facteur R ne permet pas de faire un choix entre les deux groupes d'espace. La structure est décrite à partir de 4 atomes de bore indépendants dans le groupe spatial Pna2, et à partir de 3 atomes de bore seulement dans le groupe centrosymétrique *Pnam*, les atomes  $B_{(2)}$  et  $B_{(4)}$  se déduisant ici par une opération de symétrie. Nous avons noté toutefois que l'affinement dans le groupe spatial Pna2<sub>1</sub> n'était pas parfaitement satisfaisant: d'une part certains coefficients d'agitation thermique  $\beta_{ii}$  deviennent négatifs ( $\beta_{33}$  pour  $B_{(3)}$  puis  $\beta_{22}$  pour  $B_{(2)}$ ), ces valeurs n'ayant plus alors aucun sens physique, d'autre part les déviations standard sur certains paramètres augmentent. De plus l'examen de la matrice des facteurs de corrélation montre qu'il existe de très fortes corrélations entre les divers paramètres géométriques et thermiques des atomes B<sub>(2)</sub> et B<sub>(4)</sub> qui interdisent à l'affinement de se poursuivre (les atomes  $B_{(2)}$  et  $B_{(4)}$ occupent en effet dans le groupe spatial Pna2<sub>1</sub> des positions presque symétriques par rapport aux plans de cotes  $\frac{1}{2}$  et  $\frac{3}{2}$  perpendiculaires à c). Pour l'ensemble de ces raisons, nous avons donc retenu le groupe d'espace *Pnam*. Il est évident cependant que dans un tel cas-qui n'est pas sans rappeler celui de BaTiO3-seul un test physique sur un monocristal de taille suffisante, un test piézoélectrique par exemple, permettrait de confirmer ou d'infirmer l'existence du centre de symétrie (17-18). Notons toutefois que même si la structure se révélait non centrosymétrique à la suite d'un tel test, la description qui en est donnée ici dans le groupe Pnam, serait encore exacte à 0.03 Å près pour le groupe Pna2<sub>1</sub>. Le Tableau V donne les facteurs de structure calculés  $F_c$  (groupe spatial *Pnam*) et mesurés

La structure cristalline de  $MgB_4$  est représentée en projection sur le plan  $x \circ y$  à la Fig. 4. Elle est caractérisée par l'existence, dans la

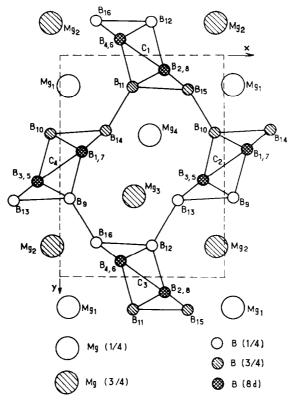


Fig. 4. Structure cristalline de MgB<sub>4</sub> en projection sur le plan  $x \circ y$ . La numérotation des atomes a été faite en fonction des opérations de symétrie suivantes: (8d) B<sub>1</sub> (x, y, z), B<sub>2</sub>  $(\frac{1}{2} + x, \frac{1}{2} - y, \frac{1}{2} - z)$ , B<sub>3</sub>  $(\bar{x}, \bar{y}, \frac{1}{2} + z)$ , B<sub>4</sub>  $(\frac{1}{2} - x, \frac{1}{2} + y, \frac{1}{2} + z)$ , B<sub>5</sub>  $(\bar{x}, \bar{y}, \bar{z})$ , B<sub>6</sub>  $(\frac{1}{2} - x, \frac{1}{2} + y, \frac{1}{2} + z)$ , B<sub>7</sub>  $(x, y, \frac{1}{2} - z)$ , B<sub>8</sub>  $(\frac{1}{2} + x, \frac{1}{2} - y, z)$ . (4c) B<sub>9,13</sub>  $(x, y, \frac{1}{4})$ ; B<sub>10,14</sub>  $(\bar{x}, \bar{y}, \frac{3}{4})$ ; B<sub>11,15</sub>  $(\frac{1}{2} - x, \frac{1}{2} + y, \frac{3}{4})$ ; B<sub>12,16</sub>  $(\frac{1}{2} + x, \frac{1}{2} - y, \frac{1}{4})$ . (4c) Mg<sub>1</sub>  $(x, y, \frac{1}{4})$ , Mg<sub>2</sub>  $(\bar{x}, \bar{y}, \frac{3}{4})$ , Mg<sub>3</sub>  $(\frac{1}{2} - x, \frac{1}{2} + y, \frac{3}{4})$ , Mg<sub>4</sub>  $(\frac{1}{4} + x, \frac{1}{2} - y, \frac{1}{4})$ .

 ${\it TABLEAU~V}$  Facteurs de Strcuture Calcules  $F_c$  et Observes  $F_o$  Pour les 324 Plans Reticulaires (hkl) Etudies

h k l	F <sub>o</sub>	F <sub>c</sub>	h k l	$F_{0}$	F <sub>c</sub>	h k l	$F_{\circ}$	F <sub>c</sub>
0 2 0	78	59	1 42	114	115	6 07	119	125
0 40	564	561	1 32	156	158	1 27	101	96
0 60	129	128	1 22	142	133	0 28	94	87
0 8 0	70	69	1 12	282	283	0 68	144	126
0 10 0	270	269	2 02	257	260	3 28	129	119
0 14 0	167	171	2 42	205	202	4 08	128	115
1 10 0	131	126	2 52	170	158	1 12 0	63	61
190	111	111	272	73	74	1 11 0	61	60
1 70	253	256	2 8 2	110	117	2 11 0	75	62
1 60	145	145	2 9 2	75	74	3 12 0	71	67
1 50	57	60	2 11 2	101	105	4 70	53	45
1 40	149	134	3 12 2	138	146	5 80	57	63
1 30	295	300	3 9 2	103	102	5 50	42	35
1 20	156	118	3 8 2	155	153	5 30	44	38
1 10	54	17	3 72	102	103	6 2 0	49	56
2 10	204	197	3 62	163	166	6 8 0	70	62
2 20	38	39	3 42	63	69	6 9 0	71	66
2 30	310	292	3 3 2	76	83	790	78	78
2 40	255	260	3 2 2	430	427	7 60	67	66
2 5 0	65	69	4 0 2	251	256	7 50	56	47
2 60	62	63	4 1 2	153	154	8 30	62	57
2 8 0	154	158	4 3 2	102	106	9 4 0	68	68
2 12 0	83	73	4 4 2	106	108	981	84	86
2 13 0	92	95	4 5 2	103	111	7 11	48	47
3 10 0	124	121	4 10 2	96	95	7 51	54	48
3 8 0	197	198	5 10 2	124	119	6 10 1	100	93
3 70	63	53	5 72	86	92	5 21	49	53
3 60	300	293	5 62	183	187	5 61	46	48
3 50	128	121	5 42	124	123	5 71	73	68
3 40	268	267	5 32	80	75	5 8 1	63	64
3 20	363	358	5 22	126	134	4 12 1	82	56
3 10	236	230	6 02	145	148	4 11 1	79	76
4 10	181	178	6 3 2	127	120	4 10 1	76	76
4 2 0	151	150	6 42	95	92	471	57	58
4 3 0	92	96	6 52	77	74	4 2 1	42	45
4 40	105	104	7 72	93	95	3 11	34	38
4 50	171	179	7 62	103	98	1 12 2	75	50
4 60	183	181	7 42	91	90	1 11 2	69	66
4 80	151	152	7 32	80	84	1 72	50	53
4 9 0	79	82	7 22	106	100	2 32	52	58
5 12 0	124	127	8 02	176	172	2 62	40	37
5 90	86	76	8 4 2	94	92	2 10 2	56	52
5 60	95	95	9 2 3	105	99	3 12	35	34
5 40	67	59	7 63	86	91	4 2 2	46	42
5 20	332	325	6 10 3	129	129	4 8 2	47	52
6 3 0	67	68	6 43	167	168	4 9 2	64	66
6 40	107	111	6 03	312	310	5 82	64	64
6 50	115	114	5 2 3	118	117	6 12	48	48
6 60	88	88	5 3 3	127	130	6 62	54	60
6 70	95	87	5 73	140	139	6 10 2	78	76
6110	122	131	4 8 3	85	86	8 12	65	57
7 20	197	196	4 5 3	124	123	8 52	82	86
8 2 0	85	84	4 4 3	160	163	10 42	84	65

TABLEAU V—continued

				10 , 00,				
h kl	$F_o$	$F_c$	h kl	$F_o$	$F_c$	h kl	$F_o$	$F_c$
8 4 0	90	90	4 3 3	127	127	9 1 3	76	72
8 60	109	113	4 0 3	218	217	9 4 3	83	92
8 8 0	129	133	2 8 3	181	183	8 3 3	72	83
9 2 1	152	160	2 63	193	187	7 43	73	76
7 21	97	95	2 53	138	141	9 60	62	51
6 8 1	133	124	2 43	173	169	9 61	73	82
6 61	149	152	2 3 3	90	100	2 14 1	71	81
6 4 1	208	202	2 2 3	153	144	2 12 2	64	71
6 21	86	86	2 03	91	85	10 30	76	63
6 01	218	220	1 13	190	193	4 64	64	66
5 11	163	165	1 23	379	387	5 64	85	79
5 31	134	134	1 33	87	84	5 3 4	53	52
5 41	80	76	1 63	134	139	6 8 5	87	112
5 5 1	78	68	1 83	103	93	6 2 5	80	95
4 8 1	142	140	1 93	100	97	1 10 5	78	92
4 61	80	86	1 12 3	138	130	0 15	40	32
4 4 1	241	243	0 11 3	142	161	0 66	59	60
4 0 1	287	296	0 9 3	77	79	1 36	44	29
3 2 1	303	305	0 73	118	122	1 26	43	52
3 3 1	72	71	0 5 3	159	154	4 4 6	62	41
3 5 1	73	70	0 04	364	368	3 8 6	84	95
3 61	117	122	0 2 4	66	63	2 5 6	70	71
3 71	65	65	0 4 4	262	263	4 66	81	84
3 8 1	90	97	0 64	159	149	2 47	67	52
3 91	110	100	0 84	92	93	0 48	87	77
3 12 1	94	91	0 10 4	158	146	7 10 3	77	77
2 10 1	130	124	1 34	91	88	9 63	84	85
2 9 1	103	109	1 14	65	70	1 74	62	62
2 8 1	64	64	2 0 4	110	115	1 54	42	43
2 61	80	79	2 4 4	101	104	2 3 4	42	42
2 51	225	226	3 12 4	101	81	2 84		
2 41	259	262	3 8 4	130	126	4 24	73 42	80
2 3 1	141	142	3 64	136	139	4 5 4		37
2 11	264	268	3 44				63	71
2 01	499	472	3 24	110 227	109 230	0 33 1 53	43	51 52
1 11	74	72	4 04	72		2 9 3	51 71	52 75
1 21	74 449	459		72 70	83 72		71	75 51
1 31	208	200	4 1 4 4 4 4	68	72 70		49	51 59
1 41	182	200 178	5 24	122		5 9 3	68 53	58 53
1 61	297	300		82	122	6 5 3	52	53
1 71	147	140		78	88 72	5 13 0	66 62	59
						4 10 3	62	73
1 81	148	147	7 2 4	108	94	8 4 4	63	60
1 10 1	131 88	131	6 6 5	135	138	7 2 5	66	73
0 13 1		83	6 4 5	104	98	4 2 6	56	59
0 71	102	106	1 75	120	124	7 26	71	79
0 5 1 0 3 1	57 238	56 234	1 8 5 0 5 5	87 121	74 140	4 5 7	68	71 70
	238 101	234 124		131	140	3 47	68 75	70 50
			0 35	138	142	3 67	75 64	58
0 02	435	454	0 06	260	260	2 67	64	75 67
0 22	254	240	0 46	156	152	1 17	60 50	67 57
0 42	414	424	0 10 6	104	119	0 37	58	57
0 62	327	311	3 6 6	86	98	1 18	71	49
0 8 2	270	268	3 46	114	108	3 18	62	68
0 10 2	145	135	3 2 6	107	108	7 64	80	55 70
1 5 2	129	152	5 2 6	85	80	2 38	78	78

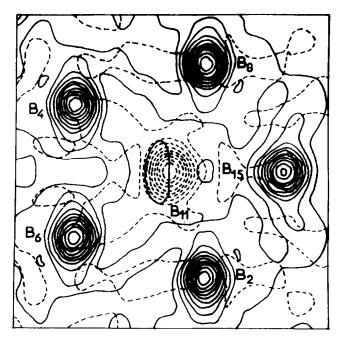


Fig. 5. Projection sur le plan (120) de la densité électronique relative à une pyramide pentagonale de la chaîne C<sub>1</sub>.

maille élémentaire de quatre chaînes d'atomes de bore C<sub>1</sub>, C<sub>2</sub>, C<sub>3</sub> et C<sub>4</sub> qui se développent suivant l'axe c et qui sont liées entre elles par des liaisons transversales du type  $B_{15}$ – $B_{10}$ . Les chaînes de bore sont constituées de motifs pyramidaux à base pentagonale, ainsi qu'en témoigne la projection de la densité électronique sur le plan (120) sensiblement parallèle au plan de base du motif (Fig. 5). Les Figs. 4 et 6 montrent que les motifs pyramidaux sont liés entre eux par une arête commune. Dans une même chaîne, par exemple C<sub>1</sub>, les bases des pyramides se trouvent dans un même plan vertical formant un angle de 34°46' avec l'axe des x et dont la trace sur  $x \circ y$  est  $B_{15}$ – $B_{16}$ ; leurs sommets situés alternativement de part et d'autre de ce plan se projettent en  $B_{11}$  et  $B_{12}$  sur  $x \circ y$  (Fig. 4).

Les chaînes à motifs pyramidaux et les liaisons transversales qui les lient engendrent un squelette tridimensionnel de bore comportant de larges tunnels, parallèles à l'axe c, dans lesquels se placent les atomes de magnésium. Comme l'indiquent les Figs. 4 et 6, les atomes de magnésium forment eux-mêmes, au sein des tunnels, des chaînes qui se développent en zigzag parallèlement à l'axe c; la distance magnésium-magnésium y est de 3.075 Å et l'angle entre deux maillons consécutifs voisins de 90° (92°06'). On notera d'ailleurs au Tableau III l'importance du

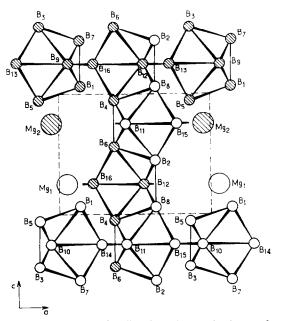


FIG. 6. Structure cristalline de MgB<sub>4</sub>: projection sur le plan  $x \circ z$  de la chaîne de bore C<sub>1</sub>. Quatre pyramides situées: deux dans les chaînes C<sub>2</sub> et C<sub>4</sub> en  $y = \frac{1}{2}$  et deux dans les chaînes C<sub>2</sub> et C<sub>4</sub> en  $y = -\frac{1}{2}$  ont été également représentées pour faire apparaître quelques unes des liaisons interchaînes (B<sub>9</sub>-B<sub>16</sub>; B<sub>12</sub>-B<sub>13</sub>; B<sub>11</sub>-B<sub>14</sub> et B<sub>15</sub>-B<sub>10</sub>). Les cercles hachurés représentent les atomes situés en arrière du plan  $x \circ z$  et les cercles blancs les atomes situés en avant.

TABLEAU VI
DISTANCES INTERATOMIQUES DANS MgB4

A	В	Dist. (Å)	A	В	Dist. (Å)
Mg <sub>4</sub> Mg <sub>4</sub>	Mg <sub>3</sub> Mg <sub>1</sub>	3.075 3.205	B <sub>6</sub> B <sub>8</sub>	B <sub>4</sub> B <sub>15</sub>	1.701 1.716
			$\mathbf{B_8}$	$\mathbf{B_4}$	1.803
$Mg_4$	$B_{13}$	2.392	$\mathbf{B}_{11}$	$\mathbf{B_8}$	1.814
$Mg_4$	$\mathbf{B_8}$	2.413	$\mathbf{B_{11}}$	$B_{15}$	1.826
$Mg_4$	$\mathbf{B_1}$	2.509	$\mathbf{B_{11}}$	$\mathbf{B}_{6}$	1.840
$Mg_4$	$B_3$	2.681	$\mathbf{B}_{11}$	B <sub>14</sub>	1.730
$Mg_4$	$B_{14}$	2.681			
$Mg_4$	$\mathbf{B_{11}}$	2.802			
$Mg_4$	$\mathbf{B_{15}}$	2.962			
Mg <sub>4</sub>	B <sub>10</sub>	3.075			

paramètre d'agitation thermique  $\beta_{33}$  des atomes insérés.

Les distances interatomiques rassemblées au Tableau VI permettent de préciser la nature de l'environnement des atomes de bore et de dégager le rôle des atomes métalliques dans la structure. Comme le montre la Fig. 6, les atomes de bore présentent trois types d'environnement au sein des chaînes à motifs pyramidaux: 25 % d'entre eux occupent les sommets des motifs et possèdent 6 voisins bore (B<sub>11</sub>), 50% appartiennent aux arêtes communes à deux motifs et ont

de ce fait seulement 5 voisins bore (B<sub>2</sub>, B<sub>4</sub>, B<sub>6</sub>, B<sub>8</sub>), 25% enfin participent à des liaisons latérales interchaînes et ne possèdent que 4 voisins bore (B<sub>15</sub>). Si on affecte au bore un rayon atomique moyen de 0.88 Å et au magnésium un rayon de 1.60 Å, la longueur d'une liaison bore-magnèsium doit être de l'ordre de 2.48 Å. Le Tableau VI montre que trois valeurs (2.39, 2.41 et 2.51 Å) encadrent cette longueur, alors que les autres s'en écartent beaucoup trop sensiblement pour correspondre à des liaisons fortes. On en déduit donc que les atomes B<sub>15</sub>, B<sub>2</sub>, B<sub>4</sub>, B<sub>6</sub> et B<sub>8</sub>, qui possèdent moins de six voisins bore, complètent leur coordination grâce à des liaisons supplémentaires avec les atomes métalliques. L'atome de bore ne possédant que 3 électrons de valence, les réseaux tridimensionnels covalents de bore, dans lesquels les atomes de bore comportent une coordinence élevée, sont généralement déficitaires en électrons. Il est donc raisonnable d'admettre ici-comme celà a été souvent souligné par ailleurs-que l'existence de distances bore-métal particulièrement courtes reflète un certain transfert électronique des atomes de magnésium vers les atomes de bore. La Fig. 7 montre que les atomes de magnésium contribuent d'autant plus à assurer la stabilité de la structure qu'il existe de véritables ponts B-Mg-B interchaînes.

La Fig. 8 donne pour chacun des trois types d'environnement du bore les liaisons échangées

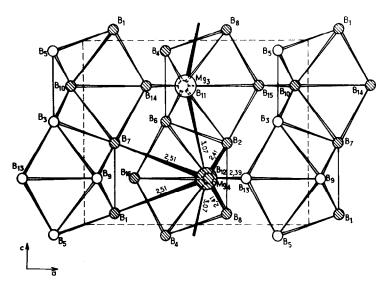


Fig. 7. Structure cristalline de  $MgB_4$ : projection sur le plan (020) des chaînes de bore  $C_1$ ,  $C_2$  et  $C_4$  mettant en évidence l'environnement de l'atome de magnésium ( $Mg_4$ ) et les liaisons latérales interchaînes. Les cercles hachurés représentent les atomes situés en arrière du plan (020) et les cercles blancs les atomes situés en avant.

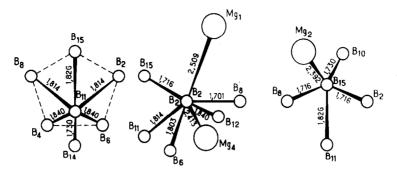


Fig. 8. Les trois types d'environnement du bore dans MgB4 (la longueur des liaisons est donnée en Å).

par l'atome de bore. On notera que la longueur moyenne d'une liaison B-B à l'intérieur d'un motif pyramidal est de 1.787 Å, alors qu'elle n'est que de 1.730 Å pour les liaisons interchaînes. La distance moyenne B-Mg-calculée en ne faisant intervenir que les cinq plus courtes liaisons—est de 2.446 Å et la distance Mg-Mg de 3.075 Å. Bien que la structure de MgB<sub>4</sub> diffère notablement de celle de MgB<sub>2</sub>, il est intéressant toutefois de remarquer que les longueurs moyennes des divers types de liaisons dans le tétraborure sont très voisines de celles observées dans le diborure (B-B: 1.780 Å, B-Mg: 2.503 Å, Mg-Mg: 3.083 Å).

### Remarques Cristallochimiques sur MgB<sub>4</sub>

Le tétraborure de magnésium représentant un nouveau type structural, il nous a semblé intéressant de le comparer aux autres tétraborures et de le situer, sur un plan plus général parmi les borures riches en bore.

### A. Remarques générales sur les tétraborures

On ne connait, en dehors des phases MB<sub>4</sub> de type  $ThB_4$  (M = Ln, Th, U, Pu), qu'un nombre très limité de tétraborures puisque seuls ont été signalés les composés du magnésium, du chrome, du manganèse, du molybdène et du tungstène (12-16, 19). Il convient toutefois de remarquer que les composés du molybdène et du tungstène, initialement formulés MB<sub>4</sub> par Chrétien et Helgorsky (19), ne semblent en fait que des phases non stoechiométriques auxquelles Lundström et Rosenberg (16) proposent d'attribuer sur la base d'une étude structurale la formule  $M_{1-x}B_3$  avec x voisin de 0.20 (16, 19). Selon ces derniers auteurs, la structure cristalline de Mo<sub>0.8</sub>B<sub>3</sub> dériverait de celle des diborures de type AlB<sub>2</sub> (cf. Fig. 3), les couches covalentes de bore H alternant ici, non avec des plans compacts

d'atomes métalliques A, mais avec des plans lacunaires en molybdène A' et B'.

Si on excepte le cas de l'europium, les lanthanides et les actinides forment tous un tétraborure quadratique de type ThB<sub>4</sub>: cette famille-structurale comprend les tétraborures les plus importants sur le plan des applications puisqu'un certain nombre d'entre eux (YB<sub>4</sub>, GdB<sub>4</sub>, TbB<sub>4</sub>, DyB<sub>4</sub>, HoB<sub>4</sub>, ErB<sub>4</sub> et ThB<sub>4</sub>) sont à la fois des réfractaires très stables à haute température et de bons conducteurs électriques (20). Sur le plan structural, le modèle déjà ancien proposé par Bertaut et Blum (12) pour UB<sub>4</sub>, puis complété par Zalkin et Templeton (13) pour ThB<sub>4</sub>, a été précisé par Giese, Matkovich et Economy (21) à la suite d'une étude effectuée sur un monocristal de YB<sub>4</sub>.

Le réseau de type ThB<sub>4</sub>, représenté en projection sur le plan  $x \circ y$  à la Fig. 9a à partir des données numériques de Giese, Matkovich et Economy (21) relatives au composé de l'yttrium, contient des chaînes de bore constituées d'octaèdres à sommets communs parallèles à l'axe c. Des chaînons formés de deux atomes de bore  $(B_7-B_8)$  par exemple) assurent les liaisons latérales interchaînes et contribuent à engendrer un réseau tridimensionnel de bore. Les atomes de bore possèdent au sein de ce réseau deux types d'environnement: 75% d'entre eux (B<sub>0</sub> à B<sub>6</sub> par exemple), appartenant aux octaèdres, possèdent 5 voisins bore, alors que les autres (B<sub>7</sub> et B<sub>8</sub> par exemple), constituant les chaînons biatomiques, n'en possèdent que 3 (Fig. 9b). Les atomes métalliques—ceux d'yttrium dans le cas de la figure—occupent le centre de cages de bore, l'une d'entre elles est schématisée à la Fig. 9c. L'atome métallique, qui serait ionisé sous forme de cation Ln3+ dans les composés des terres rares, possède 16 voisins bore à courte distance et 2 autres voisins bore plus

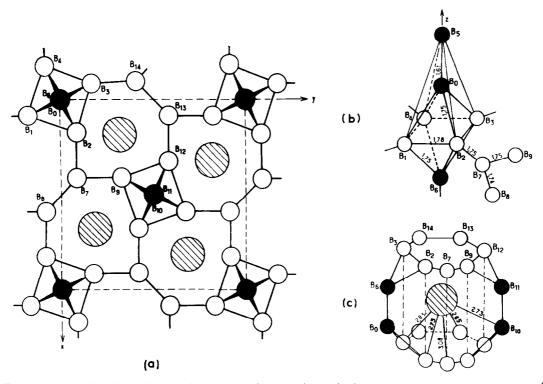


Fig. 9. Structure cristalline des borures de type ThB<sub>4</sub>: (a) Projection sur le plan  $x \circ y$  de la structure de YB<sub>4</sub> (a = 7.11 Å; c = 4.02 Å, groupe d'espace P4/mbm, Z = 4); 4Y en position 4g avec u = 0.318, 4 B en position 4e avec w = 0.200, 4 B en position 4h avec u = 0.086 et 8 B en position 8j avec u = 0.173 et v = 0.083. (b et c) Environnements respectifs du bore et du métal dans YB<sub>4</sub>.

éloignés (respectivement 2.73 à 2.85 Å et 3.08Å dans le cas de l'yttrium).

Les structures cristallines de CrB<sub>4</sub> et de MnB<sub>4</sub> ont été déterminées récemment par Andersson et Lundström (14) et Andersson et Carlson (15): celle de MnB<sub>4</sub> correspond à une distorsion monoclinique de la structure orthorhombique de CrB<sub>4</sub>. Le trait caractéristique de la structure de CrB<sub>4</sub>, représentée en projection sur le plan  $x \circ y$  à la Fig. 10a, est l'existence de motifs pseudo-carrés d'atomes de bore B<sub>4</sub>, parallèles au plan  $x \circ y$  et qui alternent deux à deux dans des plans de cotes 0 et 1/2. Les motifs B<sub>4</sub> sont liés entre eux par des liaisons B-B de 1.91 Å qui engendrent un squelette tridimensionnel dans lequel le polyèdre de coordination du bore est un tétraèdre déformé. La structure comporte des tunnels de direction c et de section octogonale dans lesquels les atomes de chrome forment des chaînes rectilignes (Cr-Cr = 2.866 Å). La Fig. 10b précise l'environnement de l'atome métallique: l'atome de chrome-pour lequel aucune étude physique n'est encore venue préciser l'état d'ionisation—possède 4 voisins bore à 2.067 Å et 8 voisins bore à 2.268 Å.

Les caractères structuraux des trois types de tétraborures ont été rassemblés au Tableau VII. Il apparaît immédiatement que les tétraborures comportent d'assez grandes différences sur le plan cristallochimique, ce qu'explique leur situation intermédiaire entre d'une part les borures riches en bore et la grande variété des sous-réseaux de bore qui les caractérise, et d'autre part les borures riches en métal. Néanmoins, MgB<sub>4</sub> partage avec CrB<sub>4</sub> et les borures de type ThB<sub>4</sub> l'importante propriété de posséder un réseau tridimensionnel de bore défini par un motif structural. La complexité du motif, et parallèlement la coordinence du bore dans le sous-réseau, croissent de CrB<sub>4</sub> (pseudo-carré B<sub>4</sub>, coordinence 4) à MgB<sub>4</sub> (pyramide pentagonale B<sub>6</sub>, 25% des atomes de bore en coordinence 6). De plus dans CrB<sub>4</sub> le motif B<sub>4</sub> est fortement individualisé puisque les liaisons B-B à l'intérieur du motif sont beaucoup plus courtes (1.67 Å) que les liaisons extérieures (1.91 Å), alors que dans

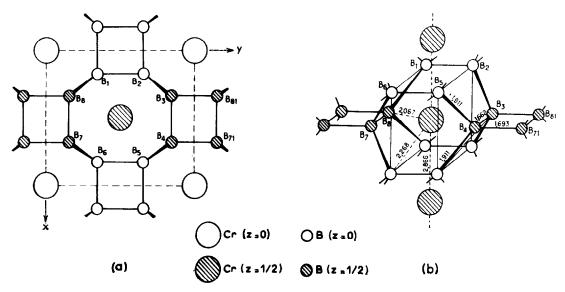


Fig. 10. Structure cristalline de  $CrB_4$ : (a) Projection sur le plan  $x \circ y$  (a = 4.744 Å, b = 5.477 Å, c = 2.866 Å, groupe d'espace *Immm*, Z = 2), 2 Cr en position 2a, 8 B en position 8n avec u = 0.175 et v = 0.345. (b) Environnements du bore et du chrome.

TABLEAU VII

CARACTERES STRUCTURAUX DES 3 TYPES DE TETRABORURES

	Réseau	ı tridime	nsionnel de	bore	Atome métallique dans MB <sub>4</sub>				
Type structural	Nature du motif	Coord- inence	Liaisons B-B int au motif (Å)	Liaisons B-B ext (Å)	Configura- tion	Liaisons M–M (Å)	Liaisons B-M (Å)		r <sub>M</sub> [12]du ) métal (Å)
ThB₄ª	Octaèdres B <sub>6</sub> et	5	(8) 1.75 (4) 1.78	(2) 1.61 (4) 1.75	Plan $\perp c$	(5) coplanaires 3.69	(4) 2.73 (4) 2.75 (4) 2.83	1.91	1.80
	paires B <sub>2</sub>	3	(1) 1.74	(4) 1.75		(2) suivant <i>c</i> 4.02	(4) 2.85 (2) 3.08		
MgB <sub>4</sub>	Pyramide pentagonale $B_6$	4 à 6	(1) 1.826 (2) 1.814 (2) 1.840 (1) 1.701 (2) 1.803	(2) 1.730	Chaînes en zigzag de direction c	(2) 3.075	(1) 2.392 (2) 2.413 (2) 2.509	1.58	1.60
CrB₄			(2) 1.716 (2) 1.662		Chaînes	(2) 2.866	(4) 2.681 (4) 2.067		
•	Pseudo carré B <sub>4</sub>	4	(2) 1.693	(8) 1.911	rectilignes de directio $c$		(8) 2.268	1.32	1.27

<sup>&</sup>quot; Données relatives au composé de l'yttrium.

MgB<sub>4</sub> au contraire les motifs pyramidaux B<sub>6</sub> partiellement condensés forment des chaînes en mettant en commun une arête, ce qui préfigure déjà les polyèdres icosaédriques complexes des borures très riches en bore.

On est en droit de se demander pourquoi les tétraborures ne cristallisent pas suivant un type unique—ou du moins des types très apparentés comme c'est le cas par exemple pour les diborures. Pour tenter de répondre à cette question, la taille du site occupé par le métal a été calculée à partir des distances M-B en supposant que le rayon atomique du bore conservait la même valeur movenne 0.88 Å d'une structure à l'autre. Le Tableau VII montre que le site métallique du type ThB<sub>4</sub>, calculé dans le cas du composé de l'yttrium (qui représente un bon terme moyen pour la famille structurale) est très volumineux (r = 1.91 Å) comme le laissait d'ailleurs prévoir sa coordinance élevée 16. Un tel site acceptera donc de préférence des atomes de grande taille. comme c'est le cas précisément pour les ions terre rare ou actinide. Il semble raisonnable d'admettre que la taille du magnésium ou du

chrome est insuffisante pour assurer la stabilisation du réseau de bore à motif octaédrique, ce qui expliquerait pourquoi  $CrB_4$  et  $MgB_4$  adoptent des structures différentes dans lequelles la taille du site métallique est mieux adaptée à celle de l'atome inséré. Sans vouloir négliger l'importance d'autres paramètres tels que la structure electronique du réseau, il semble bien que le facteur géométrique joue un rôle important lorsqu'il s'agit d'expliquer la pluralité structurale des tétraborures.

### B. MgB<sub>4</sub> et les borures très riches en bore

Le trait le plus original de la structure cristalline de MgB<sub>4</sub> est la présence des motifs pyramidaux B<sub>6</sub> à base pentagonale qui confère la coordinence 6 à 25% des atomes de bore. Ce type de polyèdre de coordination, caractéristique de la plupart des borures très riches en bore et du bore lui-même, n'avait encore jamais été mis en évidence dans des phases aussi riches en métal que les tétraborures. De plus, les pyramides à base pentagonale n'intervenaient jusqu'ici dans les phases très riches en bore

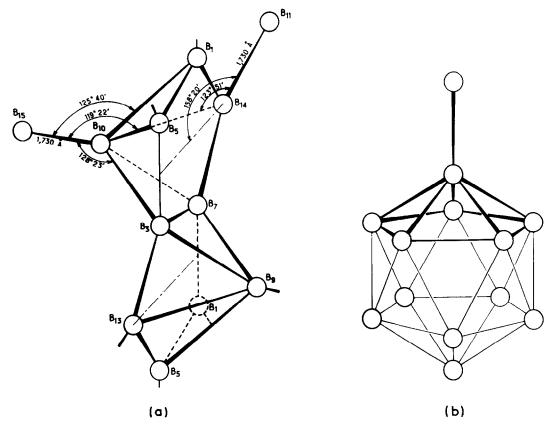


Fig. 11. La coordinence 6 du bore: (a) Au sein des chaînes de bore de MgB4; (b) au sein du motif icosaédrique B12.

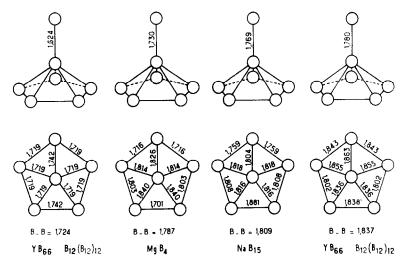


Fig. 12. Comparaison des polyèdres de coordinence 6 du bore dans l'icosaèdre central du motif  $B_{12}$  ( $B_{12}$ )<sub>12</sub> de  $YB_{66}$ , les chaînes à motifs pyramidaux de  $MgB_4$ , l'icosaèdre  $B_{12}$  de  $NaB_{15}$  et un icosaèdre périphérique du motif  $B_{12}(B_{12})_{12}$  de  $YB_{66}$ .

qu'au sein des motifs icosaédriques  $B_{12}$  (l'icosaèdre résultant de la condensation de pyramides pentagonales qui mettent en commun toutes leurs arêtes). Le tétraborure de magnésium, dans lequel les pyramides pentagonales n'ont entre elles qu'une seule arête commune, est donc le premier borure où l'individualité de ce motif est clairement démontrée (Fig. 11).

On a souligné à plusieurs reprises—Hoard et Hughes (22) notamment—que dans les réseaux icosaédriques de bore, la sixième liaison échangée par un atome de bore vers l'extérieur du motif était en général plus courte que les liaisons B-B internes et qu'elle avait de plus tendance à s'orienter préférentiellement suivant le pseudo-axe de symétrie d'ordre 5 du motif (22).

La Fig. 12 groupe les polyèdres de coordination des atomes de bore appartenant respectivement: à l'icosaèdre central du motif géant  $B_{12}(B_{12})_{12}$  de YB<sub>66</sub>, à la pyramide pentagonale de MgB<sub>4</sub>, à l'icosaèdre de NaB<sub>15</sub> et à un icosaèdre périphérique du motif  $B_{12}(B_{12})_{12}$  de  $YB_{66}$  (23, 24). On vérifie que dans MgB<sub>4</sub> la sixième liaison, correspondant aux liaisons interchaînes, est effectivement plus courte (B-B = 1.730 Å) que la longueur moyenne des liaisons internes du motif (B-B = 1.787 Å). On note de plus à partir de la Fig. 11 que la sixième liaison dans MgB<sub>4</sub> s'écarte de moins de 5° du pseudo-axe de symétrie d'ordre 5 de la pyramide (valeur idéale de l'angle: 121°43′). Cet écart est du même ordre de grandeur que ceux observés par exemple dans le motif  $B_{12}(B_{12})_{12}$  de  $YB_{66}$  (0 à 5°).

Il ressort de cette comparaison que le motif pyramidal individualisé de  $MgB_4$  est en tout point comparable à ceux qui interviennent, sous forme condensée, dans le motif icosaédrique  $B_{12}$  et que le tétraborure de magnésium est donc un terme important qui permet de mieux comprendre l'évolution structurale vers les phases très riches en bore.

### References

- V. RUSSELL, R. HIRST, F. A. KANDA ET A. J. KING, Acta Crystallogr. 6, 870 (1953).
- M. E. Jones et R. E. Marsh, J. Amer. Chem. Soc. 76, 1434 (1954).
- L. Y. MARKOVSKII, Y. KONDRASHEV ET G. KAPU-TOVSKAYA, Zh. Obshch. Khim. 25, 433 (1955).
- P. DUHART, Ann. Chim. (Paris) 7, Série 13, p. 339 (1962).
- 5. A. J. KING, U.S. Pat. 2, 893, 841 (1959).
- N. E. FILOMENKO, V. J. IVANOV, L. J. FELDGUN, M. I. SOKHOR ET L. F. VERESHCHAGIN, Dokl. Akad. Nauk SSSR 175, 1266 (1967).
- A. GUETTE, R. NASLAIN ET J. GALY, C.R. Acad. Sci. 275(c), 41 (1972).
- 8. R. Naslain, thèse Univ. Bordeaux, n° 188 (1967); et centre doc. CNRS n° AO.1332 (1967).
- 9. P. HAGENMULLER ET R. NASLAIN, Rev. Hautes Temp. Refract. 2, 225 (1965).
- R. NASLAIN, J. ETOURNEAU ET P. HAGENMULLER, 3° Symp. Int. Bore Varsovie (1968).
- R. NASLAIN, in "Inorganic Syntheses" (R. W. PARRY, ed.), Vol. 12, p. 145. McGraw-Hill, New York (1970).
- F. Bertaut et P. Blum, C.R. Acad. Sci. 229, 666 (1949); et Acta Crystallogr. 7, 81 (1954).

- A. ZALKIN ET D. H. TEMPLETON, Acta Crystallogr. 6, 209 (1953).
- S. Andersson et T. Lundström, Acta Chem. Scand. 22, 3103 (1968).
- S. ANDERSSON ET J. O. CARLSSON, Acta Chem. Scand. 24, 1791 (1970).
- T. LUNDSTRÖM ET I. ROSENBERG, J. Solid State Chem. 6, 299 (1973).
- 17. H. T. EVANS, Acta Crystallogr. 14, 1019 (1961).
- 18. S. Geller, Acta Crystallogr. 14, 1026 (1961).
- A. CHRETIEN ET J. HELGORSKY, C.R. Acad. Sci. 252, 742 (1961).

- J. ETOURNEAU, J. P. MERCURIO, R. NASLAIN ET P. HAGENMULLER, C.R. Acad. Sci., Ser. C. 274, 1688 (1972).
- R. F. GIESE, V. I. MATKOVICH ET J. ECONOMY, Z. Kristallogr. 122, S, 423 (1965).
- J. L. Hoard et R. E. Hughes, "The Chemistry of Boron and its Compounds" (E. L. MUETTERTIES, Ed.), Chap. 2, p. 25. Wiley, New York (1967).
- S. M. RICHARDS ET J. S. KASPER, Acta Crystallogr. 25, 237 (1969).
- R. NASLAIN ET J. S. KASPER, J. Solid State Chem. 1, 150 (1970).