

---

ATTI ACCADEMIA NAZIONALE DEI LINCEI  
CLASSE SCIENZE FISICHE MATEMATICHE NATURALI  
**RENDICONTI**

---

FRANCO CARIATI, ANTONIO SGAMELLOTTI, VENANZIO  
VALENTI

**Trattazione completa secondo il modello del campo  
cristallino della configurazione  $d^3$  in un campo non  
cubico: autofunzioni e matrici di energia**

*Atti della Accademia Nazionale dei Lincei. Classe di Scienze Fisiche,  
Matematiche e Naturali. Rendiconti, Serie 8, Vol. 45 (1968), n.5, p. 344–357.*  
Accademia Nazionale dei Lincei

[http://www.bdim.eu/item?id=RLINA\\_1968\\_8\\_45\\_5\\_344\\_0](http://www.bdim.eu/item?id=RLINA_1968_8_45_5_344_0)

L'utilizzo e la stampa di questo documento digitale è consentito liberamente per motivi di ricerca e studio. Non è consentito l'utilizzo dello stesso per motivi commerciali. Tutte le copie di questo documento devono riportare questo avvertimento.

---

*Articolo digitalizzato nel quadro del programma  
bdim (Biblioteca Digitale Italiana di Matematica)  
SIMAI & UMI*

<http://www.bdim.eu/>

**Chimica.** — *Trattazione completa secondo il modello del campo cristallino della configurazione  $d^3$  in un campo non cubico: autofunzioni e matrici di energia* (\*). Nota di FRANCO CARIATI, ANTONIO SGAMELLOTTI e VENANZIO VALENTI, presentata (\*\*) dal Socio G. SARTORI.

SUMMARY. — The present paper attempts to extend the application of the crystal field model to transition metal complexes of  $MeX_5Y$  type of  $d^3$  electronic configuration and non-cubic symmetry. The polyelectronic eigenfunctions have been obtained and classified according to transformation properties of the double group  $C_{4v}^*$ . Using the strong field scheme, the energy matrices have been calculated taking into account all the perturbations: effect of the crystal field, interelectronic repulsion and spin-orbit coupling. Calculations on the compounds  $[ReX_5(PPh_3)] PPh_3H$  ( $X = Cl, Br$ ) are in progress.

La teoria del campo cristallino è stata usata con successo per interpretare le proprietà spettroscopiche e magnetiche di complessi di metalli di transizione con configurazione  $d^3$  in campi di simmetria ottaedrica [1, 2]. Scopo del presente lavoro è quello di estendere lo studio a composti di coordinazione con configurazioni  $d^3$ , ma aventi simmetria inferiore a quella cubica. A tal fine sono state calcolate, secondo la teoria del campo cristallino, le autofunzioni e le matrici di energia corrispondenti ad una configurazione  $d^3$  in un campo di simmetria  $C_{4v}$ . Siamo infatti interessati allo studio delle proprietà elettroniche di composti tetragonali del tipo  $MeX_5Y$ , in cui si può ammettere che i legami  $Me-X$  e  $Me-Y$  siano diretti in direzioni ottaedriche, ma in cui le forze come leganti di  $X$  e  $Y$  siano diseguali. In questi calcoli abbiamo tenuto conto non solo delle perturbazioni maggiori già prese in esame da Perumareddi e coll. [3] per lo stesso tipo di simmetria, cioè della repulsione elettrostatica interelettronica di accoppiamento Russel-Saunders (e.r.i.) e dell'effetto di un campo di leganti (c.l.), ma anche della perturbazione minore rappresentata dall'interazione spin-orbita (s.o.). I calcoli sono stati eseguiti secondo il formalismo corrispondente al metodo del campo forte, seguendo lo schema:

$$\psi_{nl} \xrightarrow{\text{c.l.}} A(\gamma_i m_{\gamma_i} m_{s_i} \dots) \xrightarrow{\text{e.r.i.}} \psi(\Gamma_{C_{4v}} M_{\Gamma} M_s) \xrightarrow{\text{s.o.}} \psi(\Gamma_{C_{4v}} M_{\Gamma} M_J)$$

che rende le matrici diagonali rispetto all'operatore della perturbazione dovuta al campo dei leganti.

(\*) Lavoro eseguito con il contributo del C.N.R. nell'Istituto di Chimica Generale dell'Università di Milano e nell'Istituto di Chimica Generale ed Inorganica dell'Università di Perugia.

(\*\*) Nella seduta del 19 novembre 1968.

TABELLA I.

*Autofunzioni «nd» monoelettroniche in un campo di leganti di simmetria  $C_{4v}$ .*

$\vartheta \equiv a_1$	$\vartheta =  20\rangle \sim \frac{1}{2} (2z^2 - x^2 - y^2)$
$\varepsilon \equiv b_1$	$\varepsilon = \frac{1}{\sqrt{2}} [  22\rangle +  2-2\rangle ] \sim \frac{\sqrt{3}}{2} (x^2 - y^2)$
$\xi \equiv e$	$\xi = \frac{i}{\sqrt{2}} [  21\rangle +  2-1\rangle ] \sim \sqrt{3} yz$
$\eta \equiv e$	$\eta = -\frac{1}{\sqrt{2}} [  21\rangle -  2-1\rangle ] \sim \sqrt{3} xz$
$\zeta \equiv b_2$	$\zeta = \frac{1}{i\sqrt{2}} [  22\rangle -  2-2\rangle ] \sim \sqrt{3} xy$

Le autofunzioni monoelettroniche classificate secondo le proprietà di simmetria del gruppo  $C_{4v}$  sono riportate in Tabella I. La scelta delle fasi nell'impostazione delle autofunzioni di approssimazione zero è stata fatta con i criteri seguiti da Griffith [4] e da Condon e Shortley [5]. Le autofunzioni polielettroniche di tutte le configurazioni possibili, classificate secondo le proprietà di trasformazione del gruppo  $C_{4v}^*$  nelle rappresentazioni irriducibili  $E'$  ed  $E''$  sono riportate nelle Tabelle II e III, in cui si è inoltre specificato per ogni autofunzione la sua derivazione dalle rappresentazioni irriducibili del gruppo semplice  $C_{4v}$ . Con queste autofunzioni si sono calcolati gli elementi di matrice necessari al calcolo dell'energia, espressi in funzione della forza del campo dei leganti ( $V_1, V_2, \dots$ ), dei parametri di repulsione interelettronica B e C e della costante di accoppiamento spin-orbita  $\zeta$ . Le matrici di energia per le rappresentazioni  $E'$  ed  $E''$  del gruppo doppio  $C_{4v}^*$  sono riportate rispettivamente in Tabella IV e V. È da notare come alcuni elementi di matrice risultino immaginari pur restando le matrici dei determinati secolari sempre autoaggiunte. Le energie di repulsione interelettronica sono state calcolate utilizzando la Tabella A 26 del Griffith [4], mentre per il calcolo delle energie di accoppiamento spin-orbita si sono utilizzati gli operatori riportati in letteratura [6]. Le espressioni delle energie di campo dei leganti, corrispondenti a tutte le possibili configurazioni, sono riportati in Tabella VI; gli integrali monoelettronici sono stati calcolati secondo le formule di Hartmann e König [7]. In Tabella VI gli integrali monoelettronici di campo dei leganti  $G(\ell)$  ( $\ell = 2, 4$ ) si riferiscono nel caso di una molecola a simmetria  $C_{4v}$  del tipo  $MeX_5Y$ , ai cinque leganti X uguali mentre  $G'(\ell)$  si riferiscono al sesto legante Y, avente forza diversa.

TABELLA II.

*Autofunzioni E'a' di campo forte per la configurazione d<sup>3</sup>.*


---



---

$b_1^2 a_1$	$\psi(^2A_1) = -\xi^+ \bar{\xi} \bar{\psi}^+$
$b_2^2 a_1$	$\psi(^2A_1) = -\zeta^+ \bar{\zeta} \bar{\psi}^+$
$a_1 b_1 b_2$	$\psi(^4A_2) = \frac{1}{\sqrt{3}} (\bar{\psi}^+ \bar{\xi} \bar{\zeta} + \bar{\psi}^+ \bar{\xi} \bar{\zeta}^+ + \bar{\psi}^+ \bar{\xi}^+ \bar{\zeta}^+)$
	$\psi(^2A_2) = -\frac{1}{\sqrt{2}} (\bar{\psi}^+ \bar{\xi} \bar{\zeta}^+ - \bar{\psi}^+ \bar{\xi}^+ \bar{\zeta}^+)$
	$\psi(^2A_2) = -\frac{1}{\sqrt{6}} (2\bar{\psi}^+ \bar{\xi} \bar{\zeta} - \bar{\psi}^+ \bar{\xi} \bar{\zeta}^+ - \bar{\psi}^+ \bar{\xi}^+ \bar{\zeta}^+)$
$a_1^2 e$	$\psi(^2E) = \frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\psi}^+ \bar{\psi} \bar{\eta} + \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\psi}^+ \bar{\psi} \bar{\xi}^-$
$b_1^2 e$	$\psi(^2E) = -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\xi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\xi} \bar{\xi} \bar{\xi}^-$
$b_2^2 e$	$\psi(^2E) = -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\zeta} \bar{\zeta} \bar{\eta} + \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\zeta} \bar{\zeta} \bar{\xi}^-$
$a_1 b_2 e$	$\psi(^4E) = \frac{i}{\sqrt{6}} (\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^+ + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi}^- + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi}^-) - \frac{1}{\sqrt{6}} (\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta})$
	$\psi(^4E) = \frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^+ + \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta}$
	$\psi(^2E) = -\frac{i}{2} (\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^- - \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi}^-) + \frac{1}{2} (\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} - \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta})$
	$\psi(^2E) = -\frac{i}{2\sqrt{3}} (-2\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^+ + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi}^- + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi}^-) + \frac{1}{2\sqrt{3}} (-2\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta})$
$a_1 b_1 e$	$\psi(^4E) = \frac{i}{\sqrt{6}} (\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta}) + \frac{1}{\sqrt{6}} (\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^+ + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^+ + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^-)$
	$\psi(^4E) = \frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} - \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^+$
	$\psi(^2E) = -\frac{i}{2} (\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} - \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta}) - \frac{1}{2} (\bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^- - \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}^-)$

---

Segue: TABELLA II.

---



---


$$a_1 b_1 e \quad \psi(^2E) = -\frac{i}{2\sqrt{3}} \left( -2\bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\eta} + \bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\eta} + \bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\eta} \right) - \frac{1}{2\sqrt{3}} \left( -2\bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\xi} + \bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\xi} + \bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\xi} \right)$$

$$b_1 b_2 e \quad \psi(^4E) = \frac{i}{\sqrt{6}} \left( \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} \right) + \frac{1}{\sqrt{6}} \left( \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} \right)$$

$$\psi(^4E) = \frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} - \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta}$$

$$\psi(^2E) = -\frac{i}{2} \left( \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} - \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} \right) - \frac{1}{2} \left( \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} - \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} \right)$$

$$\psi(^2E) = -\frac{i}{2\sqrt{3}} \left( -2\bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} \right) - \frac{1}{2\sqrt{3}} \left( -2\bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} \right)$$

$$e^2 a_1 \quad \psi(^4A_2) = \frac{1}{\sqrt{3}} \left( \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\theta} + \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\theta} + \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\theta} \right)$$

$$\psi(^2A_1) = \frac{-1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\xi}\bar{\theta} + \bar{\eta}\bar{\eta}\bar{\theta} \right)$$

$$\psi(^2A_2) = -\frac{1}{\sqrt{6}} \left( 2\bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\theta} - \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\theta} - \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\theta} \right)$$

$$e^2 b_1 \quad \psi(^2A_1) = -\frac{1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\xi}\bar{\epsilon} - \bar{\eta}\bar{\eta}\bar{\epsilon} \right)$$

$$\psi(^2A_2) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\epsilon} - \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\epsilon} \right)$$

$$\psi(^4B_2) = \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\epsilon}$$

$$e^2 b_2 \quad \psi(^2A_1) = -\frac{1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta} - \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta} \right)$$

$$\psi(^2A_2) = -\frac{1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\xi}\bar{\zeta} - \bar{\eta}\bar{\eta}\bar{\zeta} \right)$$

$$\psi(^4B_1) = -\bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta}$$

$$e^3 \quad \psi(^2E) = -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\xi}\bar{\xi}\bar{\eta} + \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\eta}\bar{\eta}\bar{\xi}$$


---



---

TABELLA III.

*Autofunzioni E'' $\alpha$ ' di campo forte per la configurazione d<sup>3</sup>.*


---



---

$a_1^2 b_1$	$\psi(^2B_1) = -\bar{\psi} \bar{\psi} \bar{\xi}$
$a_1^2 b_2$	$\psi(^2B_2) = -\bar{\psi} \bar{\psi} \bar{\zeta}$
$b_1^2 b_2$	$\psi(^2B_2) = -\bar{\xi} \bar{\xi} \bar{\zeta}$
$b_2^2 b_1$	$\psi(^2B_1) = -\bar{\zeta} \bar{\zeta} \bar{\xi}$
$a_1 b_1 b_2$	$\psi(^4A_2) = \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\zeta}$
$a_1^2 e$	$\psi(^2E) = -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\psi} \bar{\eta} - \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\psi} \bar{\xi}$
$b_1^2 e$	$\psi(^2E) = -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\xi} \bar{\xi} \bar{\eta} - \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\xi} \bar{\xi} \bar{\xi}$
$b_2^2 e$	$\psi(^2E) = -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\zeta} \bar{\zeta} \bar{\eta} - \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\zeta} \bar{\zeta} \bar{\xi}$
$a_1 b_2 e$	$\psi(^4E) = \frac{i}{\sqrt{6}} \left( \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi} + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi} \right) + \frac{1}{\sqrt{6}} \left( \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta} \right)$
	$\psi(^4E) = -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi} + \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta}$
	$\psi(^2E) = -\frac{i}{2} \left( \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi} - \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi} \right) - \frac{1}{2} \left( \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta} - \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} \right)$
	$\psi(^2E) = -\frac{i}{2\sqrt{3}} \left( -2 \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi} + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\xi} \right) - \frac{1}{2\sqrt{3}} \left( -2 \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\zeta} \bar{\eta} \right)$
$a_1 b_1 e$	$\psi(^4E) = \frac{i}{\sqrt{6}} \left( \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} \right) - \frac{1}{\sqrt{6}} \left( \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi} + \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi} \right)$
	$\psi(^4E) = -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} - \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi}$
	$\psi(^2E) = -\frac{i}{2} \left( \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} - \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\eta} \right) + \frac{1}{2} \left( \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi} - \bar{\psi} \bar{\xi} \bar{\xi} \right)$

---

Segue: TABELLA III.

$$\begin{aligned}
 a_1 b_1 e \quad \psi(^2E) &= -\frac{i}{2\sqrt{3}} \left( -2\bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\eta} + \bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\eta} + \bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\eta} \right) + \frac{1}{2\sqrt{3}} \left( -2\bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\xi} + \bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\xi} + \bar{\theta}\bar{\epsilon}\bar{\xi} \right) \\
 b_1 b_2 e \quad \psi(^4E) &= \frac{i}{\sqrt{6}} \left( \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} \right) - \frac{1}{\sqrt{6}} \left( \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} \right) \\
 \psi(^4E) &= -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} - \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} \\
 \psi(^2E) &= -\frac{i}{2} \left( \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} - \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} \right) + \frac{1}{2} \left( \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} - \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} \right) \\
 \psi(^2E) &= -\frac{i}{2\sqrt{3}} \left( -2\bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\xi} \right) + \frac{1}{2\sqrt{3}} \left( -2\bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} + \bar{\epsilon}\bar{\zeta}\bar{\eta} \right) \\
 e^2 a_1 \quad \psi(^2B_1) &= -\frac{1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\xi}\bar{\theta} - \bar{\eta}\bar{\eta}\bar{\theta} \right) \\
 \psi(^4A_2) &= \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\theta} \\
 \psi(^2B_2) &= \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\theta} - \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\theta} \right) \\
 e^2 b_1 \quad \psi(^2B_1) &= -\frac{1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\xi}\bar{\epsilon} + \bar{\eta}\bar{\eta}\bar{\epsilon} \right) \\
 \psi(^2B_2) &= -\frac{1}{\sqrt{6}} \left( 2\bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\epsilon} - \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\epsilon} - \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\epsilon} \right) \\
 \psi(^4B_2) &= \frac{1}{\sqrt{3}} \left( \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\epsilon} + \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\epsilon} + \bar{\eta}\bar{\xi}\bar{\epsilon} \right) \\
 e^2 b_2 \quad \psi(^2B_1) &= -\frac{1}{\sqrt{6}} \left( 2\bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta} - \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta} - \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta} \right) \\
 \psi(^2B_2) &= -\frac{1}{\sqrt{2}} \left( \bar{\xi}\bar{\xi}\bar{\zeta} + \bar{\eta}\bar{\eta}\bar{\zeta} \right) \\
 \psi(^4B_1) &= -\frac{1}{\sqrt{3}} \left( \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta} + \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta} + \bar{\xi}\bar{\eta}\bar{\zeta} \right) \\
 e^3 \quad \psi(^2E) &= -\frac{i}{\sqrt{2}} \bar{\xi}\bar{\xi}\bar{\eta} - \frac{1}{\sqrt{2}} \bar{\eta}\bar{\eta}\bar{\xi}
 \end{aligned}$$





Segue: TABELLA IV.

$a_1 b_2 e$		$b_2^2 a_1$		$e^2 b_1$		$b_1 b_2 e$		$e^3$		$e^2 b_2$		$b_2^2 e$	
${}^2E$	${}^2A_1$	${}^2A_1$	${}^2A_2$	${}^4E$	${}^4B_2$	${}^4E$	${}^4F$	${}^2E$	${}^2E$	${}^2A_1$	${}^2A_2$	${}^4B_1$	${}^2E$
0	0	$\sqrt{6} B$	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	${}^2A_1$
0	$-\frac{1}{3} Y$	$\frac{2i}{\sqrt{3}} Y$	0	$-\frac{\sqrt{2}}{3} Y$	0	0	$-\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	0	0	0	0	0	0
$\frac{1}{2\sqrt{2}} Y$	$\frac{1}{2\sqrt{6}} Y$	$-\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	$\sqrt{3} B$	$\frac{1}{2} Y$	0	$\frac{\sqrt{3}}{2\sqrt{2}} Y$	$-\frac{\sqrt{3}}{2} Y$	$\frac{1}{2\sqrt{2}} Y$	0	0	$-2\sqrt{3} B$	0	${}^2A_2$
$\frac{\sqrt{3}}{2\sqrt{2}} Y$	$\frac{1}{6\sqrt{2}} Y$	$-\frac{1}{\sqrt{6}} Y$	$3B$	$\frac{1}{2\sqrt{3}} Y$	0	$-\frac{1}{2} Y$	$-\frac{1}{2} Y$	$-\frac{1}{2\sqrt{2}} Y$	0	0	0	0	${}^2A_2$
$-\frac{5\sqrt{3}}{2} B$	$-\frac{3}{\sqrt{2}} B$	0	0	0	0	0	0	$B+C$	$B+C$	0	0	0	${}^2E$
0	0	0	$-\frac{i}{2} Y$	$-\frac{2}{\sqrt{3}} Y$	$-\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	0	0	$\frac{3}{\sqrt{6}} B$	$\frac{\sqrt{2} Y + 3\sqrt{3} B}{3}$	0	0	0	${}^2E$
$\frac{\sqrt{2}}{3} Y$	$-\frac{\sqrt{2}}{3} Y$	0	$-\frac{1}{2} Y$	$3\sqrt{3} B$	$\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	0	0	0	0	0	0	0	${}^4E$
0	0	0	$\frac{i\sqrt{3}}{2} Y$	0	0	$3\sqrt{3} B$	$3\sqrt{3} B$	0	0	0	0	0	${}^4E$
$\frac{3}{2} B$	$\frac{3\sqrt{3} B \cdot Y}{2\sqrt{3}}$	0	$-\frac{\sqrt{3}}{2\sqrt{2}} Y$	0	$-\frac{\sqrt{3}}{2} Y$	0	0	$-\sqrt{6} B$	$-\frac{3}{2} B$	0	0	0	${}^2E$
$\frac{3\sqrt{3} B \cdot Y}{2\sqrt{3}}$	$-\frac{3-B \cdot 2Y}{2}$	0	$\frac{1}{2\sqrt{2}} Y$	0	$-\frac{1}{2} Y$	$\frac{3\sqrt{3}}{2} B$	0	0	$\frac{3\sqrt{3}}{2} B$	0	0	0	${}^2E$
$-\frac{i}{2\sqrt{2}} Y$	$-\frac{i}{2\sqrt{6}} Y$	$\sqrt{2}(3B+C)$	0	0	0	0	0	$-\frac{i\sqrt{3}}{2} Y$	$-\frac{i\sqrt{3}}{2} Y$	$-\sqrt{3} B$	0	0	${}^2A_1$
$\frac{1}{2\sqrt{3}} Y$	$-\frac{1}{6} Y$	0	0	0	0	0	0	$\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	$\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	0	0	0	${}^4A_2$
$\frac{1}{2\sqrt{6}} Y$	$\frac{5}{6\sqrt{2}} Y$	0	$-3B$	0	0	0	0	$\frac{1}{2} Y$	$\frac{1}{2} Y$	0	$3B$	0	${}^2A_2$
0	$-\frac{\sqrt{2}}{3} Y$	$-\frac{1}{\sqrt{6}} Y$	0	$3\sqrt{3} B$	0	0	0	0	0	$-\frac{i}{2} Y$	$\frac{1}{2} Y$	$-\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	${}^4E$
0	0	$-\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	0	0	0	$3\sqrt{3} B$	$3\sqrt{3} B$	0	0	$-\frac{i\sqrt{3}}{2} Y$	$-\frac{\sqrt{3}}{2} Y$	0	${}^4E$





Segue: TABELLA V.

$a_1 b_2 e$		$e^2 b_1$		$b_1 b_2 e$		$b_2^2 b_1$		$e^3$		$e^2 b_2$		$b_2^2 e$	
${}^2 E$	${}^2 B_1$	${}^2 B_2$	${}^4 B_2$	${}^4 E$	${}^2 E$	${}^2 B_1$	${}^2 E$	${}^2 E$	${}^2 B_1$	${}^2 B_2$	${}^4 B_1$	${}^2 E$	${}^2 B_1$
$0$	$0$	$\sqrt{2}(B+C)$	$0$	$0$	$0$	$4B+C$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$
$\frac{\sqrt{3}}{2} Y$	$-\frac{1}{2} Y$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$\sqrt{2}(B+C)$	$0$	$0$	$0$
$0$	$0$	$0$	$0$	$\frac{1}{\sqrt{6}} Y$	$\frac{1}{2} Y$	$-\frac{1}{2\sqrt{3}} Y$	$0$	$0$	$0$	$\sqrt{2}(3B+C)$	$0$	$0$	$0$
$0$	$\frac{1}{\sqrt{3}} Y$	$0$	$0$	$-\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	$0$	$-Y$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$
$-\frac{5\sqrt{3}}{2} B$	$-\frac{3}{\sqrt{2}} B$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$B+C$	$0$	$0$	$0$	$4B+C$	$0$
$0$	$\frac{i}{2} Y$	$\frac{1}{2\sqrt{3}} Y$	$\frac{1}{\sqrt{6}} Y$	$\frac{2}{\sqrt{3}} Y$	$\frac{3}{\sqrt{2}} B$	$\frac{3\sqrt{3}B\sqrt{3}Y}{\sqrt{2}}$	$0$	$3B+C$	$0$	$0$	$0$	$c$	$0$
$-\frac{\sqrt{2}}{\sqrt{3}} Y$	$-\frac{i}{2} Y$	$-\frac{1}{2\sqrt{3}} Y$	$\frac{\sqrt{2}}{\sqrt{3}} Y$	$3\sqrt{3}B$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$
$0$	$\frac{i\sqrt{3}}{2} Y$	$-\frac{1}{2} Y$	$-\frac{1}{\sqrt{2}} Y$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$
$\frac{3}{2} B$	$\frac{3\sqrt{3}B+\sqrt{3}}{2}$	$-\frac{i\sqrt{3}}{2} Y$	$\frac{1}{2\sqrt{2}} Y$	$0$	$-\frac{6\sqrt{3}}{2} B$	$-\frac{3}{2} B$	$0$	$-\sqrt{6}B$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$
$\frac{3\sqrt{3}B+\sqrt{3}}{2}$	$-\frac{3}{2} B+\frac{3}{2} Y$	$\frac{i}{2\sqrt{2}} Y$	$\frac{1}{2\sqrt{3}} Y$	$0$	$\frac{3}{2} B$	$\frac{3\sqrt{3}}{2} B$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$
$-\frac{i}{2\sqrt{2}} Y$	$-\frac{i}{2\sqrt{6}} Y$	$5\sqrt{3}B$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$-\frac{i\sqrt{3}}{2} Y$	$-3B$	$0$	$0$	$0$	$0$
$-\frac{1}{2} Y$	$\frac{1}{2\sqrt{3}} Y$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$-\frac{\sqrt{3}}{\sqrt{2}} Y$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$
$\frac{1}{2\sqrt{2}} Y$	$0$	$-3B$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$-\frac{\sqrt{3}}{2} Y$	$0$	$5\sqrt{3}B$	$0$	$0$	$0$
$0$	$\frac{\sqrt{2}}{3} Y$	$0$	$0$	$3\sqrt{3}B$	$0$	$0$	$0$	$0$	$\frac{i}{2\sqrt{3}} Y$	$\frac{1}{2} Y$	$\frac{i\sqrt{2}}{\sqrt{3}} Y$	$0$	$0$
$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$0$	$-\frac{1}{2} Y$	$\frac{\sqrt{3}}{2} Y$	$\frac{i}{\sqrt{2}} Y$	$0$	$0$

$a_1 b_1 e$

$e^2 a_1$

$a_1 b_1 e$



TABELLA VI.

*Energie di campo dei leganti per la configurazione d<sup>3</sup>. Simmetria C<sub>4v</sub>.*

$$V_1 = \frac{3}{7} [G(2) - G'(2)] - \frac{1}{21} [40 G(4) + 2 G'(4)]$$

$$V_2 = -\frac{1}{21} [35 G(4) + 7 G'(4)]$$

$$V_3 = \frac{3}{7} [G'(2) - G(2)] - \frac{1}{21} [30 G(4) + 12 G'(4)]$$

$$V_4 = \frac{3}{7} [G(2) - G'(2)] - \frac{1}{21} [5 G(4) + 2 G'(4)]$$

$$V_5 = -\frac{1}{3} G'(4)$$

$$V_6 = \frac{2}{7} [G(2) - G'(2)] + \frac{1}{21} [8 G'(4) - 15 G(4)]$$

$$V_7 = \frac{1}{7} [G'(2) - G(2)] + \frac{1}{21} [3 G'(4) - 10 G(4)]$$

$$V_8 = \frac{4}{7} [G'(2) - G(2)] - \frac{1}{21} [5 G(4) + 2 G'(4)]$$

$$V_9 = \frac{1}{7} [G'(2) - G(2)] + \frac{1}{21} [25 G(4) + 3 G'(4)]$$

$$V_{10} = \frac{3}{7} [G(2) - G'(2)] + \frac{1}{21} [30 G(4) - 2 G'(4)]$$

$$V_{11} = \frac{5}{7} [G'(2) - G(2)] + \frac{1}{21} [20 G(4) + 8 G'(4)]$$

$$V_{12} = \frac{2}{7} [G(2) - G'(2)] + \frac{1}{21} [20 G(4) + 8 G'(4)]$$

$$V_{13} = \frac{2}{7} [G(2) - G'(2)] + \frac{1}{21} [55 G(4) + 8 G'(4)]$$

$$V_{14} = \frac{6}{7} [G(2) - G'(2)] + \frac{1}{21} [3 G'(4) - 10 G(4)]$$

$$V_{15} = \frac{6}{7} [G(2) - G'(2)] + \frac{1}{21} [25 G(4) + 3 G'(4)]$$

$$V_{16} = \frac{2}{7} [G'(2) - G(2)] + \frac{1}{21} [15 G(4) + 13 G'(4)]$$

$$V_{17} = \frac{2}{7} [G'(2) - G(2)] + \frac{1}{21} [50 G(4) + 13 G'(4)]$$

Le matrici di energia sono state controllate riproducendo in caso ottaedrico [ $G'(5) = G(k)$ ] gli autovalori calcolati da Runciman e coll. [2] per una determinata scelta dei valori dei parametri  $Dq, B, C, \zeta$ . Sono in corso calcoli che utilizzano le matrici di energia, riportate nel presente lavoro, allo scopo di interpretare le proprietà elettroniche dei composti  $[\text{ReX}_5(\text{PPh}_3)]\text{PPh}_3\text{H}$  con  $X = \text{Cl}, \text{Br}$ .

## BIBLIOGRAFIA.

- [1] J. C. EISENSTEIN, « J. Chem. Phys. », *34*, 1628 (1961).
- [2] W. A. RUNCIMAN e K. A. SCHROEDER, « Proc. Roy. Soc. (London) », *A 265*, 489 (1962).
- [3] R. KRISHNAMURTHY, W. B. SCHAAP e J. R. PERUMAREDDI, « Inorg. Chem. », *6*, 1338 (1967).
- [4] J. S. GRIFFITH, *The Theory of Transition Metal Ions*, Cambridge University Press 1961.
- [5] E. U. CONDON e G. H. SHORTLEY, *Theory of Atomic Spectra*, Cambridge University Press 1953.
- [6] C. K. BALLHAUSEN, *Introduction to Ligand Field Theory*, McGraw Hill Co., 1962, pag. 149.
- [7] H. HARTMANN e E. KÖNIG, « Z. Phys. Chem. », N.F. *28*, 425 (1961).