# Mg-CO 体系的相互作用势和光谱预测\*

韩玉龙 李真 汪江洪 凤尔银节黄武英

(安徽师范大学物理与电子信息学院,芜湖 241000)(2012年11月24日收到;2012年12月22日收到修改稿)

采用单双迭代包括非迭代三重激发微扰处理的耦合簇 CCSD (T) 理论和大的基组, 计算了 Mg-CO 体系的相互 作用势, 首次得到了该体系解析表达的势能面, 发现势能面呈现较弱的各向异性, 全域极小势阱深 –72.21 cm<sup>-1</sup>, 位 于  $R_e = 8.98a_0$  和  $\theta = 119.09^{\circ}$ . 利用该势能面, 计算了体系的束缚态能级, 理论上对光谱常数和微波谱作出了预测.

关键词: Mg-CO 体系, 势能面, 光谱 PACS: 31.15.A-, 31.50.-x, 33.15.Mt

DOI: 10.7498/aps.62.093101

1引言

超冷碱金属原子的玻色-爱因斯坦凝聚的实 现,激励了人们对冷却和囚禁分子的研究兴趣.目 前已发展了利用超冷碱金属原子光/磁缔合[1]产生 超冷碱金属双原子分子的直接冷却技术,以及如氦 缓冲气载带冷却、斯塔克减速、塞曼减速等间接 冷却分子的方法 [2]. 但间接方法只能使分子冷却至 mK 温度, 尚需通过进一步的蒸发冷却或感应冷却 等手段冷却分子至超冷 (<1 mK) 温度. 感应冷却方 案,即是以超冷原子作为冷却剂,将间接方法冷却 的分子与之碰撞,使分子的温度进一步降低,这一 方法已成功的用于原子离子和多原子分子离子的 冷却<sup>[3]</sup>.也被应用于冷却那些散射特性不适宜于蒸 发冷却的中性原子 (如<sup>40</sup>K) 至超冷温度<sup>[4]</sup>. 实验上 容易产生的超冷碱金属原子, 似是感应冷却剂的首 选,然而已有理论工作表明,由于碱金属原子和分 子的相互作用势普遍具有强的各向异性,且存在电 子态交叉,导致较大的非弹性碰撞速率,严重限制 了感应冷却效率.

碱土金属原子是结构上较简单的一类原子. 碱土金属原子由于具有较小的黑体辐射频移、相 当丰富的玻色子和费米子同位素原子、存在长寿 命亚稳态等特征,以及相对简单的原子能级结构, 成为继碱金属原子之后重要的冷却原子候选种 类. 2003 年, Magno 等人<sup>[5]</sup>提出了两光子光学粘 团方法实现碱土金属原子冷却的方案, 并将 Ca 原 子冷却至多普勒限温度 123 μK. 此后, Malossi 和 Mehlstäubler 等人<sup>[6,7]</sup>采用类似的方法, 将 Mg 原子 冷却至 50 μK. 因此超冷碱土金属原子的获得在实 验上是可能的. 能否用超冷碱土金属原子作为冷却 剂感应冷却分子, 最有希望冷却哪些分子, 感应冷 却的效率如何, 是值得探索的问题.

感应冷却的效率取决于非弹性与弹性碰撞速率的比值,这需要通过原子-分子的碰撞动力学计算来获得,而相互作用势是碰撞计算中必不可少的. 基于这一背景,本文研究碱土金属 Mg 原子与 CO 分子的相互作用,为后续的碰撞动力学计算提供精确的势能面.此外,由于具有丰富的核同位素和小 的黑体辐射频移速率,基态的 CO 分子是电场阱或 光学阱囚禁的理想分子.最近,Blokland 等人<sup>[8]</sup>在 实验上使用斯塔克减速和抽运转移技术,产生了平 动冷的、处于绝对基态的 CO 分子,使得 Mg 原子 与 CO 分子的冷碰撞实验成为可能.

文献中还未见关于 Mg-CO 体系的相关报道. 本文采用 CCSD (T) 方法和大基组, 计算了 Mg-CO 体系的相互作用势, 并拟合得到解析表达的势能面. 据此势能面, 进一步计算了体系的束缚态能级, 对 微波谱和光谱常数作出了理论预测.

© 2013 中国物理学会 Chinese Physical Society

<sup>\*</sup> 国家自然科学基金(批准号: 10874001) 和安徽省自然科学基金(批准号: 1208085MA08) 资助的课题.

<sup>†</sup>通讯作者. E-mail: fengbf@mail.ahnu.edu.cn

## 2 Mg-CO 体系的势能面

### 2.1 ab initio 计算

采用 Jacobi 坐标 ( $R, r, \theta$ ) 描述体系的几何构 型, R表示 Mg原子到 CO分子质心的距离, r为 CO 分子键长 (固定为平衡键长),  $\theta$  为 R 和 r 间的夹角,  $\theta = 0^{\circ}$  对应于 Mg-O-C 线性构型. 体系相互作用势 的计算,采用单双迭代并包括非迭代三重激发耦合 簇理论 CCSD (T) 方法,对 C, O 原子选用扩张的相 关一致极化价键基组 aug-cc-pVQZ, 对 Mg 原子采 用考虑价电子 - 原子实相关的 aug-cc-pCVQZ 基组, 并引入中点键函数 (3s3p2d2f1g), 键函数位于 Mg 和 CO 质心连线的中点处. 计算中采用超分子近似 和平衡校正方法扣除基底叠加误差,即在同一分子 基组下计算聚合物和单体的能量,体系的相互作用 能  $V(R, \theta)$  则为聚合物能量与两个单体能量的差,

$$V(\boldsymbol{R},\boldsymbol{\theta}) = E_{\text{Mg-CO}} - E_{\text{Mg}} - E_{\text{CO}}.$$
 (1)

实际计算中, R取 {7.0, 7.5, 8.0, 8.5, 9.0, 10, 10.5, 11, 12, 13, 14, 16, 18, 20}  $a_0, \theta \in \{0, 30, 45, 60, 75, 90, 105, 110, 13, 14, 16, 18, 20\}$ 120,130,135,150,165,180}°,共计算了196个构型 的势能值,计算在 MOLPRO2006<sup>[9]</sup> 程序包中完成.

#### 2.2 势能面解析表示

为便于束缚态和碰撞动力学计算,我们用模型 势函数拟合 ab initio 计算的离散的势能值. 模型势 函数 V (R, θ), 采用 Bukowski<sup>[10]</sup> 提出并被广泛应用 文献 [11—13] 的形式,

$$V(R,\theta) = V_{\rm sh}(R,\theta) + V_{\rm as}(R,\theta), \qquad (2)$$

这里 Vsh 表示短程部分, Vas 表示长程部分, 分别为

$$V_{\rm sh}(R,\theta) = G(R,\theta) e^{B(\theta) - D(\theta)R}, \qquad (3)$$
$$V_{\rm as}(R,\theta) = \sum_{n=6}^{10} \sum_{l=0,2,\cdots \atop l=1,3,\cdots}^{n-4} f_n(D(\theta)R) \times \frac{C_{nl}}{R_n} P_l^0(\cos\theta), \qquad (4)$$

式中,  $f_n(x)$ 为 Tang-Toennies 衰减因子,  $D(\theta)$ ,  $B(\theta)$ ,  $G(R, \theta)$ 进一步展开为勒让德多项式,

$$B(\theta) = \sum_{l=0}^{5} b_l P_l^0(\cos\theta), \qquad (5)$$

$$D(\theta) = \sum_{l=0}^{5} d_l P_l^0(\cos \theta), \tag{6}$$

$$G(R,\theta) = \sum_{l=0}^{5} \left( g_{0l} + g_{1l}R + g_{2l}R^2 + g_{3l}R^3 \right) \times P_l^0(\cos\theta).$$
(7)

$$\langle P_l^0(\cos\theta),$$
 (7)

$$f_n(x) = 1 - e^{-x} \sum_{k=0}^n \frac{x^k}{k!}.$$
 (8)

这里, b<sub>l</sub>, d<sub>l</sub>, g<sub>il</sub> 和 C<sub>nl</sub> 为待定参数. 为了获得精确的 参数,特别是长程的参数,我们分两步作最小二乘 拟合<sup>[11]</sup>. 第一步, 取  $R \ge 14a_0$  的势能值拟合长程 参数 Cnl, 此时令 Tang-Toennies 衰减因子等于 1. 第 二步,将长程中n = 6的参数固定,拟合其他参数 (包括长程 n = 7, 8, 9 和 10 的参数). 表 1 列出了拟 合确定的各参数值. 拟合的方均根差为 0.020 cm<sup>-1</sup>, 最大绝对误差为 0.063 cm<sup>-1</sup>.

表 1	Mg-CO	体系势能面参数	(长度单位: a <sub>0</sub> ,	能量单位: cm <sup>-</sup>	-1)
-----	-------	---------	-------------------------	-----------------------	-----

	l = 0	l = 1	l = 2	l = 3	l = 4	l = 5		
b	-1.3912622	0.051955402	0.019930684	0.034589773	0.049148938	0.010148912		
d	16.323055	-0.08749172	0.58682235	-0.28594212	-0.34706920	-0.0745583		
$g_0$	1.2050593	-4.5192876	2.2539532	-0.78653282	-1.5403488	0.98983300		
$g_1$	-0.76512730	2.1610951	-1.0919802	0.35570961	0.70472994	-0.40054091		
82	0.018985190	-0.34250010	0.14328452	-0.044715141	-0.09481999	0.049717658		
<i>g</i> <sub>3</sub>	-0.01027346	0.015174157	-0.005559797	0.001695035	0.003816040	-0.00185767		
	$C_{60} = -4.6209901$	$C_{60} = -4.6209901 \times 10^7, C_{62} = -8.9169785 \times 10^5, C_{71} = 1.3467816 \times 10^8, C_{73} = -1.4192124 \times 10^6, C_{80} = 1.5094695 \times 10^7, C_{60} = -1.4192124 \times 10^6, C_{80} = 1.5094695 \times 10^7, C_{60} = -1.4192124 \times 10^6, C_{$						
	$C_{82} = -2.8551852$	$C_{82} = -2.8551852 \times 10^9, C_{84} = -3.7336436 \times 10^7, C_{91} = 1.4897951 \times 10^{10}, C_{93} = 2.6291660 \times 10^9, C_{95} = 1.9671193 \times 10^8, C_{95} = 1.967$						
	$C_{100} = -3.3462736 \times 10^{11}, C_{102} = 9.0155583 \times 10^{10}, C_{104} = 1.6705860 \times 10^{9}, C_{106} = 8.2521968 \times 10^{8}$							

图 1 给出了 Mg-CO 体系的势能面等值图. 由 图可以看到, 在  $R = 8.98a_0$ ,  $\theta = 119.09^{\circ}$  处存在一 个全域极小势阱, 阱深为 –72.21 cm<sup>-1</sup>. 势能面呈现 较弱的各向异性, Mg 原子从 C 端接近分子时, 相互 作用能大于从 O 端接近.

3 Mg-CO 体系束缚态及光谱预测

## 3.1 计算方法

由于 CO 分子的振动能远大于 Mg-CO 体系内的振转运动能量, 我们采用冻结核近似. 体系的振转哈密顿为<sup>[11,12]</sup>

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2mR} \frac{\partial^2}{\partial R^2} R + \frac{\hbar^2}{2mR} \left(\hat{J} - \hat{j}\right)^2 + b_{\rm CO} \hat{j}^2 + V(R, \theta), \qquad (9)$$

式中  $\hat{J}$  是 Mg-CO 体系的总角动量算符,  $\hat{j}$  是 CO 分子的角动量算符, m 是 Mg-CO 体系的约化质量,  $b_{CO}$  是 CO 分子基振动态的转动常数.  $V(R, \theta)$  是 体系的相互作用势, 且当  $R \rightarrow \infty$  时,  $V \rightarrow 0$ . 采用分

子坐标系, z 轴固定在 R 上, 描述体系的波函数可展 开为

$$\Psi_{i}^{\text{JMP}}(R,\theta,\varphi,\alpha,\beta) = \frac{1}{R} \left(\frac{2J+1}{4\pi}\right)^{1/2} \\ \times \sum_{q=0}^{q_{\text{max}}} \sum_{j=o}^{j_{\text{max}}} \sum_{k=0or1}^{\min(j,J)} c_{q,jk}^{J\text{pi}} \chi_{q}(R) \\ \times \Phi_{jk}^{J\text{Mp}}(R,\theta,\varphi,\alpha,\beta), \quad (10)$$



图 1 Mg-CO 体系势能面的等势图 (单位: cm<sup>-1</sup>)



图 2 Mg-CO 体系前四个振动能级 (J=0) 波函数等高图

#### 093101-3

式中,  $c_{q,jk}^{Jpi}$  是展开系数,  $\Phi_{jk}^{JMp}$  是宇称协变的角向基函数, 形式为

$$\Phi_{jk}^{JMP}(\theta, \varphi, \alpha, \beta)$$
  
=  $N_k [D_{MK}^{J*}(\alpha, \beta, 0) Y_{jk}(\theta, \varphi)$   
+  $p(-1)^J D_{M-k}^{J*}(\alpha, \beta, 0) Y_{j-k}(\theta, \varphi)],$  (11)

其中,  $D_{jk}^{f*}$  是 Wigner 转动矩阵元, 描述分子坐标系 与空间坐标系的变换,  $Y_{jk}$  是球谐函数, 描述 CO 分 子的转动.  $N_k$  是归一化函数, 当k = 0 时  $N_k = 1/2$ , 当 k 为其他值时  $N_k = 1/\sqrt{2}$ . p 为体系的宇称 ( $p = \pm$ 1). 当  $p(-1)^J = -1$ , 式中对 k 的求和从 1 开始, 否 则对 k 的求和从 0 开始. 径向基函数  $\chi_q(R)$  则由下 式通过数值求解获得,

$$\left[-\frac{\hbar^2}{2\mu}\frac{\partial^2}{\partial R^2} + V(R, 119.09^\circ)\right]\chi_q(R)$$
  
=  $E_q\chi_q(R),$  (12)

式中  $V(R, 119.09^\circ)$  是 Mg-CO 体系势能面在平衡构 型  $\theta = 119.09^\circ$  处的割线势. 哈密顿算符在上述基 函数间的矩阵元可见文献 [14]. 对角化哈密顿算符 矩阵得到体系的束缚态能级和相应的波函数.

## 3.2 束缚态及光谱预测

我们编写了求解哈密顿量 (9)的薛定谔方程 的 Fortran 程序 <sup>[14]</sup>,用以计算 Mg-CO 体系的振转 能级和波函数. 经测试,基底参数  $j_{max}$  和  $q_{max}$  分别 为 30 和 40,转动参数  $b_{CO}$  为 NIST 参考数据库 <sup>[15]</sup> 给出的 1.92253 cm<sup>-1</sup>. 方程 (12)的解用分立变量 表象 (DVR) 方法,积分区间 (6 $a_0$ , 20 $a_0$ ),格点间隔 0.035 $a_0$ .

图 2 给出了 Mg-CO 体系几个较低的振动能级 及其波函数的等高线图. 基振动态能量为 –53.5513 cm<sup>-1</sup>, 对应的零点振动能是 18.66 cm<sup>-1</sup>, 其波函 数主要分布于全域势阱附近. 第一激发态能级为 -44.1043 cm<sup>-1</sup>, 由波函数的节点结构, 基本可归属 为弯曲振动能级, 弯曲振动基频为 9.447 cm<sup>-1</sup>, 但 其波函数分布较基态弥散. 第二和第三激发态能级 分别为 –39.568<sub>1</sub> cm<sup>-1</sup> 和 –31.5991 cm<sup>-1</sup>, 它们相 应的波函数呈现强的径向-角向耦合, 难以归属为纯 的弯曲振动或伸展振动, 而是两者的混合态.

我们计算了 Mg-CO 体系 *J* ≤ 9 的振转能级. 在 A 型约化的 *I* 表示下,不对称陀螺分子转动 Watson 型哈密顿 *Ĥ* 表示为

$$\hat{H} = \frac{1}{2} (B+C) \hat{J}^2 + \left[ A - \frac{1}{2} (B+C) \right] \hat{J}_a^2$$

+ 
$$(B-C)(\hat{J}_{b}^{2}-\hat{J}_{c}^{2}) - \Delta_{J}\hat{J}^{4} - \Delta_{JK}\hat{J}_{a}^{2}\hat{J}^{2},$$
 (13)

式中 A, B, C 为分子转动常数,  $\Delta_J$ ,  $\Delta_{JK}$  等为高阶 的离心畸变常数. 对基振动态的转动能级, 按上 式得到了相应的光谱常数, 列于表 2. 转动常数  $A > B \approx C$  表明处于基振动态时 Mg-CO 体系可看 作一个长近对称陀螺分子. 表 3 进一步预测了体系 的微波谱.

表 2	Mg-CO 体系光谱常数顶测 (単位: cm <sup>-1</sup> )
Α	0.213996
В	0.054949
С	0.052018
$\Delta_I$	0.00000188

-0.00061756

表 3 Mg-CO 体系微波谱预测 (单位: cm<sup>-1</sup>)

 $\Delta_{JK}$ 

$J_{\mathrm{Ka,Kc}}$ - $J'_{\mathrm{Ka,'Kc'}}$	Calculated
1 <sub>01</sub> -0 <sub>00</sub>	0.10693
$2_{02}$ - $1_{01}$	0.21378
303-202	0.32050
404-303	0.42701
5 <sub>05</sub> -4 <sub>04</sub>	0.53323
6 <sub>06</sub> -5 <sub>05</sub>	0.63910
707-606	0.74453
8 <sub>08</sub> -7 <sub>07</sub>	0.84947
9 <sub>09</sub> -8 <sub>08</sub>	0.95382
212-111	0.21331
211-110	0.21930
313-212	0. 31986
312-211	0.32882
414-313	0.42628
413-312	0.43816
515-414	0.53253
514-413	0. 54728
616-515	0.63857
6 <sub>15</sub> -5 <sub>14</sub>	0.65611
717-616	0.74434
7 <sub>16</sub> -6 <sub>15</sub>	0.76461
818-717	0.84981
817-716	0.87271

目前尚未见 Mg-CO 体系的光谱实验工作报 道,上述理论结果还有待光谱实验的检验.但我 们和别人对其他类似聚合物体系的研究工作均表 明<sup>[11-13,16]</sup>,基于 CCSD (T) 方法和大基组得到的势 能面,能够给出较精确的光谱预测,理论预测值与 实验值的误差一般在 5%以内.

### 4 结 论

采用单双迭代包括非迭代三重激发微扰处理的耦合簇理论 CCSD (T) 方法和大的基组, 计算了 Mg-CO 体系的相互作用势. 使用模型势, 将离散的 196 个构型的势能值进行两步非线性最小二乘拟 合, 首次得到了该体系解析表达的势能面, 并发现

- Wu C H, Park J W, Ahmadi P, Will S, Zwierlein M W 2012 *Phys. Rev. Lett.* **109** 085301
- [2] Dulieu O, Gabbanini C 2009 Rep. Prog. Phys. 72 086401
- [3] Modugno G, Ferrari G, Roati G, Brecha R J, Simoni A, Inguscio M 2001 Science 294 1320
- [4] Tong X, Winney A H, Willitsch S 2010 Phys. Rev. Lett. 105 143001
- [5] Magno W C, Reinaldo L, Filho C, Cruz F C 2003 Phys. Rev. A 67 043407
- [6] Malossi N, Damkjær S, Hansen P L, Jacobsen L B, Kindt L, Sauge S, Thomsen J W 2005 Phys. Rev. A 72 051403
- [7] Mehlstäubler T E, Moldenhauer K, Riedmann M, Rehbein N, Friebe J, Rasel E M, Ertmer W 2008 Phys. Rev. A 77 021402
- [8] Blokland J H, Riedel J, Putzke S, Sartakov B G, Groenenboom G C, Meijer G 2011 J. Chem. Phys. 135 114201
- [9] Werner H J, Knowles P J, Lindh R, Manby F R, Schütz M, and others, MOLPRO, version 2006. 1, a package of *ab initio* programs, see http:

这个势能面呈现较弱的各向异性,一个全域极小势阱位于  $R_e = 8.98a_0 \ \pi \ \theta = 119.09^\circ$ , 阱深 -72.21 cm<sup>-1</sup>. 利用该势能面, 通过数值求解体系的哈密顿 方程, 对体系的能级结构、光谱常数和微波谱作出 了理论预测. 该势能面将用于 Mg 原子和 CO 分子 在电场下的冷碰撞动力学研究, 相关工作正在进展中.

// www. molpro. net

- [10] Bukowski R, Sadlej J, Jeziorski B, Jankowski P, Szalewicz K, Kucharski S A, Williams H L, Rice B M 1999 J. Chem. Phys. 110 3785
- [11] Feng E Y, Wang Z Q, Gong M Y, Cui Z F 2007 J. Chem. Phys. 127 174301
- [12] Feng E Y, Sun C Y, Yu C H, Shao X, Huang W Y 2011 J. Chem. Phys. 135 124301
- [13] Chen R, Zhu H 2008 J. Theor. Comput. Chem. 7 1093
- [14] Feng E Y, Huang W Y, Cui Z F, Zhang W J 2005 J. Mol. Struct. : THEOCHEM 724 195
- [15] Standard Reference Database is available from http: // webbook. nist. gov/chemistry/
- [16] Lei J P, Xiao M Y, Zhou Y Z, Xie D Q 2012 J. Chem. Phys. 136 214307

# Potential energy surface and spectra prediction for the Mg-CO complex\*

Han Yu-Long Li Zhen Wang Jiang-Hong Feng Er-Yin<sup>†</sup> Huang Wu-Ying

(College of Physics and Electronic Information, Anhui Normal University, Wuhu 241000, China) (Received 24 November 2012; revised manuscript received 22 December 2012)

#### Abstract

The interaction potential energy of Mg-CO complex was calculated by employing *ab initio* method in the single and double excitation coupled-cluster theory with noniterative treatment of triple excitations [CCSD (T)] and large basis sets. The potential energy surface expressed by an analytical function was obtained for the first time as far as we know. A single global minimum occurs at  $R_e = 8.98a_0$  and  $\theta_e = 119.09^\circ$  at an energy of  $-72.21 \text{ cm}^{-1}$ , and the potential energy surface has a weak anisotropy. Based on the potential, the rovibrational energy level structure of the Mg-CO complex was investigated. The microwave transition frequencies and spectroscopic parameters for the Mg-CO complex were theoretically predicted.

Keywords: Mg-CO complex, potential energy surface, spectrum

**PACS:** 31.15.A-, 31.50.-x, 33.15.Mt

DOI: 10.7498/aps.62.093101

<sup>\*</sup> Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 10874001), and the Natural Science Foundation of Anhui Province (Grant No. 1208085MA08).

<sup>†</sup> Corresponding author. E-mail: fengbf@mail.ahnu.edu.cn