January

[Review]

#### doi: 10.3866/PKU.WHXB2012281

www.whxb.pku.edu.cn

# 原子电荷计算方法的对比

卢 天 陈飞武\*

(北京科技大学化学与生物工程学院,北京100083)

**摘要:** 原子电荷是对化学体系中电荷分布最简单、最直观的描述形式之一,在理论和实际应用中都有重要意义.本文介绍了12种重要的原子电荷计算方法的原理和特点,通过大量实例从不同角度比较了它们的优缺点.这些方法包括Mulliken、分子环境中的原子轨道(AOIM)、Hirshfeld、原子偶极矩校正的Hirshfeld布居(ADCH)、自然布居分析(NPA)、Merz-Kollmann (MK)、分子中的原子(AIM)、Merck分子力场94 (MMFF94)、AM1-BCC、Gasteiger、电荷模型2(CM2)以及电荷均衡(QEq)方法.最后本文对如何在实际应用中选择合适的计算方法给出了建议.

关键词: 原子电荷; 计算化学; 布居分析; 电负性; 静电势 中图分类号: O641

## **Comparison of Computational Methods for Atomic Charges**

LU Tian CHEN Fei-Wu\*

(School of Chemical and Biological Engineering, University of Science and Technology Beijing, Beijing 100083, P. R. China)

**Abstract:** Atomic charge is one of the simplest and the most intuitive description of charge distribution in chemical systems. It has great significance in theory and in practical applications. In this article we introduce the basic principles and special characteristics of twelve important computational methods for the determination of atomic charges and compare their pros and cons from various aspects by considering a large number of instances. These methods include Mulliken, atomic orbitals in molecules (AOIM), Hirshfeld, atomic dipole moment corrected Hirshfeld population (ADCH), natural population analysis (NPA), Merz-Kollmann (MK), atom in molecules (AIM), Merck molecular force field 94 (MMFF94), AM1-BCC, Gasteiger, charge model 2 (CM2), and charge equilibration (QEq). Finally some general suggestions on how to choose a proper method for practical applications are given.

**Key Words:** Atomic charge; Computational chemistry; Population analysis; Electronegativity; Electrostatic potential

### 1 引 言

原子电荷,即位于原子中心的点电荷,是对化 学体系中电荷分布最简单、最直观的描述方式之 一.它有很多重要意义,比如帮助化学工作者研究 原子在各种化学环境中的状态、<sup>1</sup>考察分子性 质、<sup>23</sup>预测反应位点.<sup>4</sup>另外原子电荷模型在计算化 学中也有很多实用价值,如作为分子描述符用于药物虚拟筛选、<sup>6</sup>在分子对接和分子动力学/蒙特卡罗 模拟中描述静电作用、<sup>6</sup>在量子力学(QM)与分子力 学(MM)结合计算中表现QM区域原子对MM区域 原子的静电作用势.<sup>7</sup>在其它一些理论方法中也需要 借助原子电荷,如Pipek-Mezey轨道定域化方法、<sup>8</sup>

Received: September 13, 2011; Revised: October 25, 2011; Published on Web: October 31, 2011.

<sup>\*</sup>Corresponding author. Email: chenfeiwu@ustb.edu.cn; Tel: +86-10-62332689.

The project was supported by the National Natural Science Foundation of China (20773011). 国家自然科学基金(20773011)资助项目

原子电荷并不是可观测量,也没有客观、唯一 的定义,因此获得原子电荷的方法多种多样.通过 一些实验数据可以间接地考察原子电荷,<sup>14</sup>如通过 分子的多极矩、红外光谱强度和频率、配体场分裂 能、核磁共振(NMR)位移等,但是数据的获取相对不 便,与原子电荷的对应关系存在较大经验性,也不 能分析不稳定的体系和状态.计算化学的发展使原 子电荷方便、快速、可靠的获得成为了可能.<sup>15-18</sup> 自从 1955 年 Mulliken 电荷<sup>19-21</sup>被提出以来,这今已有不 下 60 种原子电荷计算方法被相继提出,近年仍有许 多研究者在改进计算方法.

虽然在许多计算方法的原文和部分文献<sup>22-25</sup>中 都对不同类型原子电荷进行了比较和讨论,但是涉 及的方法并不全面,测试分子和测试内容缺乏统一 性.因此,很有必要对较为重要的、文献中常涉及的 原子电荷计算方法进行综合的比较,使它们的特 点、优缺点能够清晰地展现,这将有助于在实际问 题研究中选择适合的计算方法.我们选取Mulliken、 分子环境中的原子轨道(AOIM)、26 Hirshfeld、27 原子 偶极矩校正的Hirshfeld布居(ADCH)、28 自然布居分 析(NPA)、<sup>29</sup> Merz-Kollmann (MK)、<sup>30</sup> 分子中的原子 (AIM)、<sup>31</sup> Merck 分子力场 94 (MMFF94)、<sup>32,33</sup> AM1-BCC、34,35 Gasteiger、36 电荷模型 2 (CM2)37 和电荷均 衡(QEq)<sup>38</sup>共12种方法. 在文中将首先介绍这些方法 的基本原理和特点,之后通过实际体系测试和比较 它们的各方面性能,最后讨论计算量的大小,并给 出方法选择上的建议.

### 2 各种原子电荷计算方法的原理和特点

### 2.1 Mulliken方法

Mulliken方法<sup>19-21</sup>是最古老的原子电荷计算方法.它的算法简单,计算量可忽略不计,几乎出现在 所有量子化学软件中.首先考虑分子轨道波函数归 一化条件(假设为实函数,后同)

$$\left|\phi_{i}(\boldsymbol{r})^{2}\mathrm{d}\boldsymbol{r}=1\right. \tag{1}$$

r代表空间坐标. 将分子轨道 φ<sub>i</sub> 按以原子为中心的 基函数χ<sub>m</sub>展开

$$\phi_i = \sum_m C_{m,i} \chi_m \tag{2}$$

这里 C 代表系数矩阵. 将式(2)代入式(1), 积分后得

$$\sum_{m} C_{m,i}^{2} + 2 \sum_{m} \sum_{m>n} C_{m,i} C_{n,i} S_{m,n} = 1$$
(3)

其中  $S_{m,n} = \int \chi_m(r) \chi_n(r) dr$ . 上式中第一项可视为各个 基函数对轨道独立贡献之和, 称定域项; 第二项是 交叉项, 体现了由于每一对基函数之间的耦合对轨 道产生的联合贡献. Mulliken 将分子轨道 i 中基函数 m所占成分定义为

$$\Theta_{m,i} = \boldsymbol{C}_{m,i}^2 + \sum_{n \neq m} \boldsymbol{C}_{m,i} \boldsymbol{C}_{n,i} \boldsymbol{S}_{m,n}$$
(4)

也就是说,定域项被完全划归到相应基函数,而交 叉项被平分给对应的两个基函数.将所有轨道中属 于相同原子的基函数的占据数加和就得到了原子 占据数,并直接得到原子电荷

$$q_{\rm A} = Z_{\rm A} - \sum_{i} \eta_i \sum_{m \in {\rm A}} \Theta_{m,i}$$
<sup>(5)</sup>

其中Z是原子核电荷数, η是轨道占据数.

Mulliken 电荷存在一些严重问题: (1) 交叉项平 分的做法物理意义不严格, 没有考虑到原子间的差 异性; (2) 基组依赖性非常大. 尤其是使用大基组、含 弥散函数基组的情况下问题更为明显. 这主要是因 为弥散函数延展范围大, 容易破坏基组的平衡性, 后有一些研究者提出了不同方法试图改进交叉项 划分的不合理性,<sup>39-43</sup> 其中也包括使用相对较多的 Löwdin 方法,<sup>39</sup> 但是严重的基组依赖性却并没消除, 也并未普及开来.

### 2.2 NPA方法

自然布居分析(NPA)<sup>20</sup>的关键是将带有随意性 的原始基组(一般为扩展基)描述的波函数转化到物 理意义清晰的正交极小基下描述,使基函数与原子 轨道有明确对应关系,很大程度避免了基组不平衡 性问题对结果的影响,也避免了划分交叉项的困 难.

NPA的原理如下.首先根据原始基函数与原子的对应关系将单粒子密度矩阵中对应于各个原子的对角块依次提取并对角化,所得本征向量就是初自然原子轨道(PNAO),其本征值就是PNAO的占据数.根据占据数可将PNAO分为两类:(1)极小集轨道.它们拥有较高占据数,是对原子上的电子密度最主要、最紧凑的描述,与基态原子的内层和价层原子轨道一一对应.(2)里德堡集轨道.这是指PNAO中除极小集轨道之外的、电子占据数很少的轨道,它们对原子的电子密度的描述不起主要作用.随后对这些PNAO进行占据数权重的对称正交

化(OWSO), 使它们不仅在原子内正交也在原子间 正交. 相对于其它正交化方法, OWSO 方法可以使 有意义的极小集轨道变形尽量小, 而允许意义不大 的里德堡集轨道自由变化, 物理意义更明确. PNAO 在正交化后被称为自然原子轨道(NAO). 以NAO为 基重新构建体系单粒子密度矩阵, 将对应于相应原 子的矩阵对角元加和就得到了原子占据数.

值得一提的是,由于NPA 是自然键轨道(NBO) 方法\*\*框架内的一个组成部分,而且NPA 电荷通常 由Weinhold等开发的NBO程序\*\*计算,所以NPA 电 荷经常在文献中被称为NBO 电荷.

### 2.3 AOIM 方法

和 NPA 的出发点相近,黎乐民等<sup>26,46</sup>提出的分 子环境中的原子轨道(AOIM)方法也是将原始扩展 基下的波函数转化为极小基描述后再做布居分析. AOIM 有两种不同的具体实现方法:

第一种方法<sup>46</sup>认为分子环境会使得原子轨道相 对于原子在自由状态时收缩或扩张,分子环境的影 响通过平均化的球对称有效外势来表达

 $V'_{\rm A}(r) = (1/4\pi) \Big[ V(r,\,\theta,\,\varphi) \sin\theta d\theta d\varphi \tag{6}$ 

其中r, θ和φ是球坐标, 球坐标系以原子A的原子核 为中心, V是分子势场. 在这样的有效势下解原子的 径向薛定谔方程, 所得波函数结合角度波函数就是 分子环境下的原子轨道. 实际求解时使用变分法, 将计算分子时用的扩展基的径向函数作为变分函 数, 就得到了原先扩展基与新的极小基之间的变换 关系.

第二种方法<sup>26</sup>利用 Sanchez-Portal 投影方法<sup>47,48</sup> 将扩展基波函数投影到 Slater 极小基轨道(STO). 设 Löwdin 正交化后的扩展基为  $\varphi^{\text{ortho}}$ ,系数矩阵为 C';所 期望的极小基在 Löwdin 正交化后为 $\chi^{\text{ortho}}$ ,系数矩阵 为 $C'^{(\text{mini})}$ ,则变换关系为 $C'^{(\text{mini})}_{m,i} = \sum_{n} \langle \chi^{\text{ortho}} | \varphi^{\text{ortho}} \rangle C'_{n,i}$ .基 函数的约化会导致基组完备性下降,从而使波函数信 息丢失,衡量丢失量的参数为 $\Delta = \sum_{i}^{\infty c} [1 - \sum_{m} (C'^{(\text{mini})}_{m,i})^2]$ .它 是 STO 的指数与方向的函数. 为了最大程度避免因 约化带来的基组不完备性增加, 通过有限内存大尺 度限制性优化(L-BFGS-B)方法最小化 $\Delta$ 就得到在分 子环境下膨胀、收缩和旋转后的原子轨道. 通过上 述过程得到极小基下的系数矩阵后,就可以照常按 照 Mulliken 方法计算原子电荷. 下文中涉及的 AO-IM 方法都特指第二种 AOIM 方法.

#### 2.4 AIM方法

Bader 的分子中的原子(AIM)方法<sup>31,49</sup>是典型的 基于实空间划分的计算原子电荷的方法. AIM 方法 将电子密度零通量面定义为原子间的分界面, 划分 出的每个原子独立的空间被称为原子盆. 在分界面 上没有电子密度梯度线穿过, 即满足∇ρ(r')•n(r')=0, 这里r'为原子界面上的任意点, n 为界面上的单位法 矢量, ρ是电子密度函数. 这样的空间划分从量子力 学角度来看理论意义明确, 在每个原子盆内维里定 理得到满足. 对原子盆内电子密度积分并与核电荷 求差值即得到原子电荷

$$q_{\rm A} = Z_{\rm A} - \int_{\Omega_{\rm A}} \rho(\mathbf{r}) \mathrm{d}\mathbf{r} \tag{7}$$

这里Q<sub>A</sub>代表A原子盆.注意以AIM的划分,在特殊 条件下可能会出现不含原子核的原子盆,被称为赝 原子.例如锂金属的两个锂原子间就存在赝原子, 这是由金属键所导致的.另外还可能出现一个盆内 包含不止一个原子核的情况,如KrH<sup>+</sup>体系中Kr由 于电子分布范围过广而淹没了氢.这些情况都无法 使用AIM方法来计算原子电荷.

### 2.5 Hirshfeld 方法

Hirshfeld 电荷写为

$$q_{\rm A} = -\int w_{\rm A}(\mathbf{r})\Delta\rho(\mathbf{r})\mathrm{d}\mathbf{r} \tag{8}$$

其中

$$\Delta \rho(\mathbf{r}) = \rho(\mathbf{r}) - \sum_{A} \rho_{A}^{0}(\mathbf{r})$$

$$w_{A}(\mathbf{r}) = \frac{\rho_{A}^{0}(\mathbf{r})}{\sum \rho_{A}^{0}(\mathbf{r})}$$
(9)

上式中 $\sum_{A} \rho_{A}^{0}(\mathbf{r})$ 代表所有原子在自由状态下的电子

密度的加和,也称 promolecule 密度. Δρ被称为变形 密度,表现了原子形成分子后电子密度在弛豫过程 中的变化. w<sub>A</sub>(**r**)是A原子权重函数,它定义了整个 实空间中属于A原子的区域.与AIM的离散式原子 空间划分相比, Hirshfeld 对原子空间的划分是模糊 的,原子空间彼此间存在交叠. Hirshfeld 的划分方式 有比较清楚的物理意义, Nalewajski和 Parr<sup>50</sup>从信息 论角度证明了这种划分是允许电子密度在原子间 转移的情况下,使原子在分子中和在自由状态下信 息的距离(Kullback-Leibler 相对熵)最小化的划分方 式.

#### 2.6 ADCH方法

Hirshfeld 电荷数值普遍偏小,<sup>51</sup> 而且偶极矩、静

电势重现性比较差,<sup>25</sup>我们认为这主要是忽略了原 子偶极矩所引起的.原子偶极矩可定义为

$$\mu_{\rm A} = - \left| w_{\rm A}(\mathbf{r}) \Delta \rho(\mathbf{r}) (\mathbf{r} - \mathbf{r}_{\rm A}) \mathrm{d}\mathbf{r} \right| \tag{10}$$

其中r<sub>A</sub>代表A原子核坐标.原子偶极矩是对原子空间内电子密度各向异性分布最重要的描述,它对分子可观测性质有直接贡献.然而式(8)的积分却相当于把原子空间内电子密度的分布球对称化了,完全掩盖了原子偶极矩的效应.因此提出了原子偶极矩 校正的 Hirshfeld 布居(ADCH).<sup>28</sup> 在这个方法中首先计算各个原子的 Hirshfeld 电荷及原子偶极矩,然后将每个原子偶极矩按下式展开成为周围原子的校正电荷

$$\mu_{\rm A} = \sum_{\rm B} \Delta q_{\rm AB} \boldsymbol{r}_{\rm B} \tag{11}$$

其中Δq<sub>AB</sub>代表展开A原子偶极矩后对B原子产生的 校正电荷.把所有原子偶极矩展开成校正电荷后, 将校正电荷累加到原始Hirshfeld电荷上就得到了 ADCH电荷.为了保证分子净电荷在校正过程中不 变,展开任一原子A的偶极矩时需满足这个条件

$$\sum \Delta q_{\rm AB} = 0 \tag{12}$$

同时,为了让原子偶极矩只展开到离当前原子较近的原子上,在实际计算时令式(11)和式(12)以拉格朗日乘子方式作为限制条件,使下式最小化来获得A原子对其它原子产生的校正电荷

$$F_{\rm A}(\Delta q_{\rm A1}, \Delta q_{\rm A2}, \dots, \Delta q_{\rm AN}) = \sum_{\rm B} \frac{\Delta q_{\rm AB}^2}{v_{\rm AB}(r_{\rm AB})}$$
(13)

其中r<sub>AB</sub>是A、B原子间距离,N是总原子数,v是依赖 于原子间距离的函数.它呈倒S形状,当r<sub>AB</sub>由0变化 到A、B原子范德华半径之和的过程中v<sub>AB</sub>由1变化 为0.因此,在原子偶极矩展开时,离当前原子越近 的原子越容易获得校正电荷,与当前原子无相互作 用的原子(距离超过范德华半径和)的电荷不会受到 影响.

#### 2.7 MK方法

在化学体系中,静电势(ESP)由原子核电荷和电 子密度两部分贡献构成

$$V(\mathbf{r}) = \sum_{A} \frac{Z_{A}}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_{A}|} - \int \frac{\rho(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} d\mathbf{r}'$$
(14)

对于离原子核较近的区域,总是由第一项主导,静 电势数值为正,这是化学上不感兴趣的.而体系范 德华表面以外的区域静电势可正可负,具有显著的 化学意义,对于研究受体-配体结合方式、晶体堆叠 方式,预测亲核/亲电反应位点,通过比较场分析 (CoMFA)进行药物筛选等问题至关重要. 若在分子 范德华表面外侧一定范围内选取一批格点, 通过最 小二乘法令原子电荷在这些点产生的静电势

$$V_q(\mathbf{r}) = \sum_{\mathbf{A}} \frac{q_{\mathbf{A}}}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_{\mathbf{A}}|}$$
(15)

对式(14)计算的静电势拟合,就得到了拟合静电势 电荷. 拟合静电势电荷计算方法很多,主要差异在 于格点位置的选取和拟合过程的细节. 最常见的方 法有 Merz-Kollman (MK)方法、<sup>30</sup> 静电势获得的电荷 (CHELP)方法<sup>52</sup>和基于格点的 CHELP (CHELPG)方 法.<sup>33</sup> CHELPG 电荷在三者中旋转不变性最好,而通 过多极矩重现性分析发现 MK 电荷质量比 CHELP 和 CHELPG 略好,<sup>54</sup> 因此本文选取 MK 电荷作为拟 合静电势电荷的代表在后文中与其它类型电荷进 行比较.

#### 2.8 AM1-BCC方法

传统拟合静电势方法存在一些弊端,例如:(1) 电荷对构象依赖性较大;(2)单一构象拟合的原子电 荷不能体现原子的等价性,例如一氯丙烷中甲基的 三个氢是化学等价的,但任何构象下拟合出来的这 三个氢的电荷都不是全同的;(3)内部被包埋的原子 电荷拟合不准确,这是由于这些原子距离拟合点过 远所导致的.这三个问题使得拟合静电势电荷用于 分子动力学模拟等问题中可能导致错误的结果.限 制性静电势拟合(RESP)方法"可以很大程度解决这 些弊端,它对内部原子在拟合时施加限制势以降低 数值不稳定性,对等价原子在拟合时强制相等,并 且将拟合分为两步或者多步以提高拟合质量.然而 计算 RESP 电荷过程相对复杂,而且需要较为准确 的量子化学方法计算静电势,用于大批量或者较大 分子体系较为耗时.

AM1-BCC<sup>34,35</sup>是一种简单的近似计算 RESP 电荷的方法,其电荷是在AM1电荷(即AM1半经验方法<sup>56</sup>获得的波函数产生的Mulliken电荷)基础上进行键电荷校正(BCC)得到的.校正过程只依赖于原子类型和原子间连接关系.校正参数拟合自2755个种类多样的有机分子的HF/6-31G\*下的RESP电荷.例如甲醇中的碳原子形成三个"C<sub>sp</sub>3-single-H"键和一个"C<sub>sp</sub>3-single-O<sub>sp</sub>3"键,根据查寻事先拟合的BCC参数就可得知校正电荷应为3×0.0274+1×0.0835=0.1657(本文电荷单位均为原子单位),加到碳的AM1电荷上就是AM1-BCC电荷.

#### 2.9 MMFF94方法

Merck分子力场94 (MMFF94)<sup>32,33</sup>获得电荷的方 式在形式上与AM1-BCC十分相似,同样使用键电 荷校正过程,即考虑到每个原子形成的化学键的极 性来对初始电荷校正.与AM1-BCC不同之处是 MMFF94的初始电荷由原子类型直接确定,且参数 来自于拟合HF/6-31G\*下计算的分子偶极矩及相互 作用能.

#### 2.10 CM2方法

电荷模型(CM)系列方法目前包括CM1、<sup>57</sup> CM2、<sup>37,58</sup> CM3<sup>59-61</sup>和CM4,<sup>62,63</sup> 它们都是对低级别方 法下的Mulliken或Löwdin电荷<sup>39</sup>进行简单校正的方 法,目的是使原子电荷计算出的偶极矩尽可能精确 地重现气相实验值或者高精度量子化学计算值.这 一类电荷也被用于不同版本的SM系列溶剂模型 中.

CM2 校正的公式与 AM1-BCC 和 MMFF94 的 相比略为复杂, CM2 电荷可写为

$$q_{\rm A}^{\rm CM2} = q_{\rm A}^{\rm Löwdin} + \sum_{\rm B \neq A} M_{\rm A,B} (D_{\rm A,B} + C_{\rm A,B} M_{\rm A,B})$$
(16)

其中*M*是原子间 Mayer 键级.<sup>64</sup> *C*与*D*是对实验气相 偶极矩拟合的参数,它们取决于化学键的种类,而 键的种类仅由它相连的两个原子的元素决定.CM2 方法对使用 AM1、PM3、HF/MIDI!、HF/6-31G\*等级 别计算 Löwdin 电荷的情况分别拟合了校正参数.

#### 2.11 Gasteiger方法

Gasteiger 电荷<sup>36</sup>也被称为轨道电负性部分均衡 (PEOE)电荷,这种方法利用了电负性均衡概念,<sup>65</sup>即 电负性不同的原子成键时,电负性较小的原子附近 电子密度会流向电负性较大的原子.在这个过程中 原先电负性小的原子电负性会增大.当所有原子间 电负性相等时,电子密度的分布就是平衡状态分 布.

### PEOE将原子电负性与原子电荷关系表达为

χ<sub>A</sub>=a+bq<sub>A</sub>+cq<sup>2</sup><sub>A</sub> (17) 其中a、b和c为预设参数,对于相同元素但价层轨道 处于不同杂化状态的情况参数不同.参数通过实验 测定的相应元素的基态和电离态在相应杂化状态 下的电离势与电子亲合势来计算. PEOE 的迭代过 程如同电荷不断在原子间转移的过程,当迭代收敛 时电荷分布也就平衡了.在每一步中按照下式计算 每一对相连原子间电荷转移量

$$\Delta q^{(n)} = f^n \left( \chi_B^{(n-1)} - \chi_A^{(n-1)} \right) / \chi_A^{q=1}$$
(18)  
这里假设  $\chi_B^{(n-1)} > \chi_A^{(n-1)}, n$ 是当前步数, f是阻尼项, 一

般设为0.5.f意味着随着电子不断转移,会逐渐形成 电场使电荷继续转移变得愈发困难.将转移电荷累 加到第n-1步的原子电荷上就得到了第n步的原子 电荷,根据式(18)可计算第n步的原子电负性,由此 再计算n+1步的电荷转移量,迭代反复进行.由于阻 尼项的存在,一般四五步即可收敛.对于中性分子 在计算开始时通常将每个原子的电荷都设为0.注 意由于PEOE引入了阻尼项,所以实际上PEOE电 荷并没有达到完全的电负性均衡,而只达到了部分 均衡.

#### 2.12 QEq方法

电荷均衡方法(QEq)<sup>38</sup>得到的是在电负性完全 均衡下的原子电荷.电负性表达式为

$$\chi_{\rm A} = \chi_{\rm A}^0 + J_{\rm AA}^0 q_{\rm A} + \sum_{{\rm B} \neq {\rm A}} J_{\rm AB} q_{\rm B}$$
(19)

电负性均衡条件要求<sub>X1</sub>=<sub>X2</sub>=···=<sub>XN</sub>,它提供了*N*-1个条件,再将所有原子电荷总和等于分子净电荷作为剩余条件,通过解线性方程即可到得全部原子电荷.式(19)中<sub>X</sub>%是广义化的Mulliken电负性,*J*<sup>AA</sup>为自库仑积分,是原子电离势与电子亲和势的差值.*J*<sub>AB</sub> 描述了原子间静电作用,若两原子距离较远,则*J*<sub>AB</sub>= 1/*r*<sub>AB</sub>;若原子间距离较近,电子云静电屏蔽作用不能 忽视,此时*J*<sub>AB</sub>被定义为两原子间库仑积分.每个原 子用单个 Slater 函数描述电子密度分布,其中指数 通过拟合碱金属卤化物实验偶极矩数据确定,对所 有原子都相同.普适型力场 UFF<sup>66</sup>使用的正是 QEq 电荷模型.

值得一提的是QEq方法可以视为另一种使用 广泛的方法电负性均衡方法(EEM)<sup>67</sup>的变体. 然而 EEM的经验性较大,不同研究者以不同的目标数据 拟合了参数,结果有很大差异,因此不纳入本文的 比较.

除了上面涉及的方法外, 广义原子极化张量 (GAPT)电荷<sup>68,69</sup>也常出现在文献当中. 然而GAPT电 荷计算过于耗时(和振动分析耗时相近), 实际应用 意义很有限, 因此并不在本文进行介绍和比较. 读 者可参看文献<sup>25</sup>对它的测试和讨论.

### 3 计算细节和测试体系

下文将对前面介绍的12种方法得到的原子电 荷与化学经验相符程度、对偶极矩和静电势的重现 性以及基组依赖性进行检验,最后讨论计算耗时以 及计算方法的选择.测试体系以研究得最为普遍的 有机小分子为主,晶体以及包含重元素的体系不在 本文讨论范围内.测试分子皆处于稳定构型,过渡 态、激发态、受外场作用等状态也不属于本文涉及 范围.实际上,Gasteiger、CM2等包含经验参数的方 法也不适用于这些特殊问题.本文所测试的方法分 为两组,第一组不依赖于任何参数,包括Mulliken、 AOIM、Hirshfeld、ADCH、NPA、MK和AIM,第二组 依赖于拟合的参数,包括MMFF94、AM1-BCC、 CM2、Gasteiger和QEq.

除了理论方法和基组依赖性部分的讨论外,下 文的中性分子、阳离子的结构优化和波函数计算均 在HF/6-31G\* <sup>70-72</sup>级别下进行,阴离子的结构优化和 波函数计算在HF/6-31+G\* <sup>73</sup>级别下进行. 波函数的 计算和结构优化,以及 Mulliken、NPA、MK、CM2、 QEq电荷的计算都通过 Gaussian 03 程序<sup>74</sup>完成. 计 算 CM2 电荷时的初始电荷由 HF/6-31G\*级别获得. 为了使拟合质量较好,计算MK电荷时通过IOp(6/42=6)选项将每单位面积的拟合点由默认的1个增加到6个.Hirshfeld和ADCH电荷通过我们开发的Multiwfn 2.1.2程序"节计算.AIM电荷通过AIMALL 10.05.04程序"节计算.AOIM电荷由AOIM 1.1程序" 计算(目前没有其它公开的程序可以计算AOIM电荷).MMFF94电荷通过Avogadro 1.0.3程序"卷获得. AM1-BCC和Gasteiger电荷由AmberTools 1.5程序" 计算.由于计算AM1-BCC电荷前AmberTools会自动在AM1下进行结构优化,我们通过修改代码将此步骤取消.

### 4 普通小分子的原子电荷

我们首先检验不同方法计算的种类各异的小 分子电荷,表1列出了第一组方法计算的结果.容易

	Table 1 Atomic charges of some sman molecules calculated by the first group of methods										
Molecule	Atom <sup>a</sup>	Mulliken	AOIM	Hirshfeld	ADCH	NPA	MK	AIM			
CH <sub>3</sub> COCH <sub>3</sub>	C(Me)	-0.579	-0.291	-0.055	-0.210	-0.734	-0.514	0.026			
	Н	0.182	0.066	0.031	0.086	0.231	0.129	0.006			
	Н	0.208	0.097	0.035	0.091	0.244	0.139	0.030			
	С	0.524	0.697	0.216	0.287	0.685	0.815	1.215			
	О	-0.513	-0.571	-0.301	-0.392	-0.629	-0.582	-1.348			
CH <sub>3</sub> NO <sub>2</sub>	C(Me)	-0.347	-0.187	0.029	-0.139	-0.464	-0.371	0.417			
	Н	0.230	0.113	0.055	0.122	0.243	0.156	0.074			
	Н	0.234	0.120	0.061	0.127	0.247	0.165	0.070			
	Ν	0.560	0.951	0.306	0.459	0.650	0.864	0.463			
	О	-0.454	-0.555	-0.253	-0.345	-0.460	-0.485	-0.548			
NH <sub>2</sub> CHO	Ν	-0.884	-0.599	-0.163	-0.324	-0.927	-0.985	-1.457			
	H(trans)	0.389	0.233	0.129	0.223	0.412	0.410	0.448			
	H(cis)	0.398	0.249	0.133	0.227	0.419	0.442	0.462			
	С	0.508	0.863	0.215	0.216	0.676	0.728	1.920			
	H(-C)	0.143	-0.068	0.040	0.109	0.126	0.000	0.017			
	О	-0.555	-0.678	-0.355	-0.451	-0.707	-0.595	-1.391			
(CH <sub>3</sub> ) <sub>2</sub> NNH <sub>2</sub>	C(Me)	-0.281	0.106	-0.005	-0.090	-0.413	-0.273	0.527			
	Н	0.167	0.026	0.025	0.080	0.210	0.131	-0.011			
	Н	0.160	0.015	0.021	0.071	0.204	0.129	-0.021			
	Н	0.152	0.009	0.010	0.065	0.188	0.137	-0.019			
	N(center)	-0.419	-0.307	-0.106	-0.237	-0.379	-0.216	-0.935			
	N(amino)	-0.659	-0.449	-0.186	-0.618	-0.730	-0.775	-0.747			
	H(amino)	0.341	0.222	0.095	0.302	0.367	0.371	0.364			
$C_6H_5SO_3H$	S	1.615	2.579	0.598	0.775	2.702	1.072	3.553			
	0=	-0.650	-1.017	-0.368	-0.439	-1.052	-0.556	-1.516			
	-0-	-0.766	-0.792	-0.220	-0.474	-0.973	-0.650	-1.341			
	H(O)	0.497	0.403	0.200	0.424	0.528	0.513	0.643			
	$C(-SO_3H)$	-0.325	-0.382	-0.018	-0.106	-0.396	0.035	-0.168			
	C(ortho)	-0.159	0.067	-0.001	0.018	-0.169	-0.111	0.028			
	C(meta)	-0.206	-0.077	-0.025	-0.161	-0.238	-0.169	0.013			
	C(para)	-0.175	0.009	-0.003	-0.091	-0.179	-0.077	-0.008			
$C_2H_2$	C	-0.276	-0.086	-0.094	-0.251	-0.239	-0.293	-0.176 <sup>b</sup>			
	Н	0.276	0.086	0.094	0.251	0.239	0.293	0.177			
$H_2O$	О	-0.869	-0.684	-0.319	-0.798	-0.952	-0.816	-1.181			
	Н	0.434	0.342	0.160	0.399	0.476	0.408	0.591			

表1 第一组方法计算的一些小分子的原子电荷

to be continued

continued Table 1

Molecule	Atom <sup>a</sup>	Mulliken	AOIM	Hirshfeld	ADCH	NPA	MK	AIM
HCN	С	0.066	0.239	0.080	0.033	0.120	0.133	1.238
	Н	0.313	0.047	0.132	0.288	0.232	0.234	0.242
	Ν	-0.379	-0.286	-0.212	-0.321	-0.352	-0.366	-1.481
CLi <sub>4</sub>	С	-0.508	-3.556	-0.789	-1.833	-2.021	-2.766	-3.445
	Li	0.127	0.889	0.197	0.458	0.505	0.692	0.866
BeO	Be	0.403	1.877	0.624	1.090	1.243	1.089	1.732
	0	-0.403	-1.877	-0.624	-1.090	-1.243	-1.089	-1.722
CH₂PH	С	-0.544	-0.354	-0.081	-0.205	-0.820	-0.280	-1.055
	Н	0.213	0.093	0.043	0.135	0.231	0.146	0.063
	Н	0.209	0.093	0.042	0.133	0.233	0.177	0.058
	Р	0.188	0.252	0.028	-0.157	0.441	-0.151	1.515
	Н	-0.066	-0.084	-0.032	0.095	-0.085	0.108	-0.582
ClF <sub>3</sub>	Cl	1.338	1.413	0.563	0.663	1.472	0.708	1.669
	F(axial)	-0.515	-0.566	-0.254	-0.295	-0.559	-0.321	-0.605
	F(equat.)	-0.308	-0.281	-0.055	-0.072	-0.354	-0.066	-0.459
$CH_3NH_3^+$	С	-0.381	-0.067	0.076	-0.159	-0.414	-0.041	0.359
	H(Me)	0.271	0.143	0.076	0.146	0.259	0.120	0.102
	Ν	-0.847	-0.301	0.089	-0.140	-0.793	-0.277	-1.203
	H(amino)	0.472	0.313	0.202	0.287	0.477	0.320	0.513
CH <sub>3</sub> COO <sup>-</sup>	C(Me)	-0.685	-0.341	-0.089	-0.187	-0.739	-0.377	0.013
	Н	0.163	0.032	0.000	0.034	0.203	0.052	-0.046
	Н	0.170	0.019	-0.008	0.032	0.200	0.045	-0.044
	С	0.717	1.208	0.167	0.579	0.942	1.109	2.121
	0	-0.768	-0.968	-0.530	-0.745	-0.903	-0.937	-1.499
Sum of abs.°		25.194	29.290	9.920	18.636	33.327	26.009	44.190

\*Only symmetry-unique atoms are shown; bThe charge of pseudo-atom is equally divided between the two carbon atoms;

'The sum of absolute value of all atomic charges; the unit of charge in this paper is a.u.

看出,不同方法得到的原子电荷的数值大小在整体 上有所不同. Hirshfeld电荷整体偏小,许多原子电荷 的大小都不足0.1. ADCH 是对 Hirshfeld 方法的校 正,校正后原子电荷普遍增大,电荷绝对值加和比 校正前增加了一倍.对于碳、氢、氮、氧构成的中性 有机分子, Mulliken、AOIM、MK和NPA电荷在数量 级上比较接近,对于个别分子它们也存在着明显差 异,例如CIF3中氯的MK电荷仅为Mulliken、AOIM 和NPA方法计算的约一半.很多原子的AIM电荷明 显大于其它方法所得电荷,例如丙酮的氧的电荷 达到–1.35,氰化氢的氮的电荷高达–1.48. 从电荷 绝对值加和来看, AIM 计算的电荷值(44.19)达到了 Hirshfeld 计算的电荷值(9.92)的将近5倍.

Mulliken 电荷对于CLi<sub>4</sub>和BeO这样高离子性的体系明显偏小,甚至小于Hirshfeld方法.这和交叉项的平分处理有直接关系,它导致了本应属于阴离子的电子被过多地划归到了阳离子上.而对这样的体系AOIM电荷则比较大,这是由于在分子环境中优化STO的指数后,阴离子的STO较为弥散,一定程度侵入到阳离子空间内,而阳离子的STO较为紧缩,因此在新的基函数下做Mulliken分析时阴离子能够获得更多的电子.

电荷的大小与其合理性并没有绝对关系,考察 原子电荷的合理性关键之一是看它能否与一般化 学经验、化学观念相吻合.磺酸基是间位定位基,因 此苯磺酸的间位碳的原子电荷应当比邻对位更负, 第一组方法中除了 AIM 以外都正确地给出了预期 的结果,而AIM方法却认为间位碳的电荷大于对位 的. 可见AIM 电荷对于研究反应位点并不适合. 对 于偏二甲肼,由于碳的电负性大于氢,因此氨基氮 的电荷应当比中间的氮原子的电荷更负,而只有 AIM 方法给出的结论是相反的. 磷的 Pauling 电负性 比碳略小,因此在CH<sub>2</sub>PH 中磷的 Mulliken、AOIM、 NPA、Hirshfeld 电荷为不很大的正值并不意外.而 ADCH和MK电荷更侧重于等效描述电子密度的实 际分布,由于磷的孤对电子产生的极化效应,使得 磷的 ADCH 和 MK 电荷都为不大的负值, 这也是合 理的. 而 AIM 给出的磷的电荷高达 1.51, 明显缺乏 合理性.

在HF/6-31G\*波函数级别下计算乙炔的AIM电 荷时出现了前文谈到的"赝原子",它位于两个碳原 子之间.由于乙炔的对称性,我们将赝原子盆内电 荷积分值平分给两个碳原子来获得碳的AIM电荷, 但是当体系缺乏这样的对称性时就不能这样计算 AIM 电荷了. 很多含有炔基的分子也都存在这样的 赝原子, 这使得 AIM 方法的适用性受到一定限制. 值得一提的是, 将基组替换为与 6-31G\*级别较为相 似的 SVP 基组<sup>80</sup>后赝原子随即消失, 并变为碳--碳间 的键临界点, 这显示出在特殊情况下 AIM 的适用性 明显受基组影响. 表2列出了第二组方法计算的小分子的原子电荷,由于缺少参数,其中删去了表1中的BeO和CLi4.很明显Gasteiger电荷相对其它电荷明显整体偏小,而MMFF94和AM1-BCC电荷通常比CM2和QEq电荷稍大.从所列分子上看,AM1-BCC和CM2电荷都与经验观念基本一致.由于MMFF94电荷计

Malerela				Cast	CM2	οΓ -
Molecule	Atom <sup>a</sup>	MMFF94	AMI-BCC	Gasteiger	CM2	QEq
CH <sub>3</sub> COCH <sub>3</sub>	C(Me)	0.061	-0.205	-0.006	-0.286	-0.332
	Н	0.000	0.057	0.031	0.105	0.177
	н	0.000	0.064	0.031	0.114	0.177
	C	0.448	0.572	0.126	0.284	0.300
CULNO	0	-0.570	-0.513	-0.300	-0.360	-0.453
CH <sub>3</sub> NO <sub>2</sub>	C(Me)	0.240	-0.103	0.081	-0.125	-0.105
	Н	0.000	0.091	0.051	0.130	0.164
	Н	0.000	0.089	0.051	0.133	0.158
	N	0.800	0.251	0.055	0.044	0.110
	0	-0.520	-0.209	-0.144	-0.156	-0.246
NH <sub>2</sub> CHO	N	-0.800	-0.701	-0.332	-0.613	-0.640
	H(trans)	0.370	0.311	0.145	0.312	0.245
	H(cis)	0.370	0.305	0.145	0.314	0.305
	С	0.570	0.679	0.196	0.339	0.342
	H(-C)	0.060	-0.003	0.127	0.063	0.166
	О	-0.570	-0.590	-0.282	-0.415	-0.418
(CH <sub>3</sub> ) <sub>2</sub> NNH <sub>2</sub>	C(Me)	0.270	0.133	0.001	-0.102	-0.253
	Н	0.000	0.044	0.041	0.087	0.130
	Н	0.000	0.042	0.041	0.081	0.144
	Н	0.000	0.027	0.041	0.071	0.158
	N(center)	-0.540	-0.497	-0.253	-0.291	-0.316
	N(amino)	-0.720	-0.664	-0.269	-0.529	-0.570
	H(amino)	0.360	0.335	0.138	0.273	0.264
$C_6H_5SO_3H$	S	1.493	1.497	-0.037	0.620	0.019
	O =	-0.650	-0.641	-0.463	-0.353	-0.254
	-0-	-0.684	-0.706	-0.051	-0.427	-0.524
	H(O)	0.500	0.475	0.356	0.376	0.415
	$C(-SO_3H)$	-0.009	-0.297	0.353	-0.090	0.311
	C(ortho)	-0.150	-0.022	0.064	-0.061	-0.060
	C(meta)	-0.150	-0.147	-0.050	-0.104	-0.149
	C(para)	-0.150	-0.068	-0.061	-0.061	-0.119
$C_2H_2$	С	-0.177	-0.159	-0.124	-0.161	-0.143
	Н	0.177	0.159	0.124	0.161	0.143
$H_2O$	О	-0.860	-0.789	-0.412	-0.666	-0.743
	Н	0.430	0.394	0.206	0.333	0.371
HCN	С	0.380	0.199	0.046	0.149	0.117
	Н	0.177	0.174	0.156	0.177	0.115
	Ν	-0.557	-0.373	-0.202	-0.326	-0.232
$CH_2PH$	С	-0.180	0.250	-0.096	-0.365	-0.296
	Н	0.150	-0.022	0.054	0.124	0.144
	Н	0.150	-0.009	0.054	0.124	0.165
	Р	-0.216	-0.387	-0.080	0.052	-0.136
	Н	0.096	0.168	0.067	0.064	0.124
ClF <sub>3</sub>	Cl	b	b	b	1.246	0.387
	F(axial)	b	b	b	-0.481	-0.136
	F(equat.)	_ <sup>b</sup>	_ <sup>b</sup>	_ <sup>b</sup>	-0.283	-0.115

表 2 第二组方法计算的一些小分子的原子电荷 Table 2 Atomic charges of some small molecules calculated by the second group of methods

to be continued

continued Table 2						
Molecule	Atom <sup>a</sup>	MMFF94	AM1-BCC	Gasteiger	CM2	QEq
$CH_3NH_3^+$	С	0.503	0.126	c	-0.101	-0.204
	H(Me)	0.000	0.111	c	0.149	0.289
	Ν	-0.853	-0.838	c	-0.426	-0.738
	H(amino)	0.450	0.460	c	0.360	0.359
CH <sub>3</sub> COO <sup>-</sup>	C(Me)	-0.106	-0.232	-0.025	-0.303	-0.308
	Н	0.000	0.000	0.029	0.066	0.001
	Н	0.000	0.004	0.029	0.063	0.017
	С	0.906	0.932	0.038	0.285	0.532
	О	-0.900	-0.852	-0.550	-0.587	-0.629
Sum of abs. <sup>d</sup>		16.516	15.437	6.614	11.324	12.180

<sup>a</sup>Only symmetry-unique atoms are shown; <sup>b</sup>parameters are unavailable; <sup>c</sup>the charges calculated by various programs differ obviously, they are not shown; <sup>d</sup>the sum of absolute value of all atomic charges except for CIF<sub>3</sub> and CH<sub>3</sub>NH<sub>3</sub>

算方法过于简单,没有考虑电子效应的影响,所得 苯磺酸的邻、间、对碳原子电荷相同,均为-0.15,是 不合理的. Gasteiger和QEq方法计算的苯磺酸的硫 原子电荷都不合理,数值接近0.由于硫原子与三个 电负性明显比它更大的氧原子相连,故硫原子电荷 理应为较大的正值,其它电荷计算方法的结果也验 证了这一点.另外Gasteiger电荷并没有正确预测出 苯磺酸的间位碳具有比对位的碳更负的电荷,对这 种体系有必要改用明确考虑共轭效应的Gasteiger 电荷改进方法,即PEPE方法.<sup>81,82</sup>

我们发现不同程序计算的Gasteiger电荷对于 CH<sub>3</sub>NH<sup>3</sup>差异较大,例如用AmberTools1.5、OpenBabel 2.3.0<sup>83</sup>和Python Molecule Viewer 1.5.6<sup>84</sup>计算的 氮的原子电荷分别为0.229、0.376和-0.083,而不同 程序计算的中性分子电荷则相符较好.这可能是因 为对于带电体系上述三个程序所设定的初始原子 电荷不同,从而影响了迭代收敛后的电荷.因此,使 用上述三个程序计算离子的电荷时,对计算结果应



Fig.1 Relationship between methyl charges calculated by the first group of methods and electronegativity of substituent atoms of methane

#### 该慎重考虑.

### 5 原子电荷与电负性的相关性

对于由σ键构成的典型分子,合理的原子电荷 计算方法应当能够与电负性规则基本吻合.对甲烷 以不同电负性原子进行取代,各种方法计算的甲基 的电荷(甲基各原子电荷的加和)如图1和图2所示. Mulliken、AOIM、NPA、Hirshfeld、ADCH、Gasteiger、 CM2和QEq虽然在曲线整体斜率以及曲线形状上 有别,但是都正确显示出甲基电荷随着取代基原子 电负性增大而逐渐增加.MMFF94和AIM方法计算 的甲烷中甲基电荷基本为0,然而从碳、氢的电负性 上来看此时甲基电荷理应为负值.MK方法对于氮、 氧、氟取代甲烷体系给出的结果与电负性关系不相 符,随着取代原子电负性的增加甲基的MK电荷不 增反降.出现这种情况主要原因在于在这三种甲烷 取代物中氮、氧、氟的电子极化程度依次减小,如果 用原子偶极矩,即式(10)来表示极化程度,则数值分





别为0.296、0.237和0.143 a.u.. 原子核附近电子极化 对分子外侧静电势产生的影响会等价地体现在拟 合静电势方法获得的电荷中,并且由于在这三种体 系中电子极化效应对MK电荷的影响超过了电负性 差异的影响,因此MK电荷表现出与电负性规则相 反的变化趋势.由于AM1-BCC是对拟合静电势电 荷的近似,故它对于氮、氧取代甲烷体系给出的结 果与电负性关系相违背也是预料之中的.由于 ADCH对Hirshfeld电荷的校正过程中使电子密度 极化效应得以等效体现,与拟合静电势方法有一定 共通之处,这导致对于氮、氧、氟取代时ADCH的甲 基电荷的变化曲线的斜率略小于Hirshfeld的斜率. 然而ADCH并没有像MK电荷那样违背电负性规 律,因此在这一点上比MK具有更强的合理性.

对甲烷以不同数目的氟进行取代时每个氟原子的电荷应有所不同.1至4取代时每个氟原子所连 基团分别相当于-CH<sub>3</sub>、-CH<sub>2</sub>F、-CHF<sub>2</sub>和-CF<sub>3</sub>, 基团电负性依次增加,因此合理的方法计算出的氟 原子电荷应当依次减小.由图3、图4可见,Mulliken、 Hirshfeld、ADCH、CM2、Gasteiger、QEq方法计算的 结果都完全符合这个趋势,而且氟原子电荷的减小 是接近线性的.而其它几种方法则表现出不同程度 的不合理性.AOIM电荷与期望的趋势不符,1取代 时氟原子的电荷值比2、3、4取代时的都要小,这说 明AOIM在理论上,或者计算程序的数值算法上有 待修正.从1取代变为2取代时,MK电荷仅减小了



#### Fig.3 Atomic charge of fluorine atom calculated by the first group of methods of fluomethane with different numbers of substitutions

The AIM charge of fluorine atom is too large to be shown on the graph, the values are -0.742, -0.744, -0.744, and -0.737 respectively for 1 to 4 substitutions.



second group of methods for fluomethane with different numbers of substitutions

0.09, 而 NPA 电荷则基本没有变化. AIM 电荷在1至 4取代过程中几乎都没有发生变化, 甚至1取代变为 2取代过程中电荷甚至还增大了 0.002(可能由于数 值积分误差导致). MMFF94 的氟原子电荷始终 为-0.340, 这是因为 MMFF94 原子电荷只能考虑相 邻原子对它的影响, 很明显, 这种过于简单的计算 电荷的方式并不能准确描述原子在分子中的状态. AM1-BCC 也未能很好表现氟原子电荷应有的变化 趋势, 虽然随取代数目增加氟原子电荷确实依次减 小, 但是曲线却过于平坦.

#### 6 偶极矩的重现性

偶极矩是小分子电荷分布的最简单也是最重 要的描述,分子偶极矩重现性的好坏是判断原子电 荷合理性重要的客观标准.我们选取了20种具有结 构特征不同、有代表性,并且已知实验偶极矩的小 分子,对各种方法所得电荷的偶极矩重现性进行了 测试,结果列于表3和表4.注意对于第一类电荷计 算方法,只有将原子电荷计算的偶极矩与计算电荷 时所用的波函数的偶极矩期望值相互比较才是有 意义的,直接与实验值相比较是没有意义的,表4显 示当前所用的HF/6-31G\*波函数偶极矩期望值普遍 大于实验值(平均大 0.26 Debye (1 Debye=3.338× 10<sup>-30</sup> C·m)), 这主要是由于忽略了相关作用导致的. ADCH是偶极矩保守的方法,因此ADCH电荷计算 的偶极矩与偶极矩期望值完全相符.由于静电势、 偶极矩都是分子实际电荷分布的客观反映,因此以 重现静电势为目的的MK电荷也显示出很好的偶极 矩重现性.有人提出在拟合静电势的过程中将偶极

Molecule	$\langle \mu \rangle$	Mulliken	AOIM	Hirshfeld	ADCH	NPA	MK	AIM
$H_2O$	2.20	2.39	1.88	0.88	2.20	2.62	2.25	3.25
CH <sub>3</sub> OH	1.87	2.68	1.81	0.82	1.87	2.99	1.86	4.12
CH <sub>3</sub> COCH <sub>3</sub>	3.12	3.80	2.98	2.21	3.12	4.66	3.15	8.10
CH <sub>3</sub> COOH	1.79	2.00	1.98	1.77	1.79	2.40	1.82	5.40
NH <sub>3</sub>	1.92	1.77	1.15	0.51	1.92	1.97	1.97	1.97
HCN	3.21	3.65	1.80	1.82	3.21	3.09	3.18	9.29
$CH_3NH_2$	1.53	1.60	0.87	0.36	1.53	1.81	1.50	2.32
NH <sub>2</sub> CHO	4.10	4.27	3.92	2.99	4.10	5.18	4.09	7.24
CH <sub>3</sub> F	1.99	3.41	2.59	1.35	1.99	3.67	2.00	4.9
C <sub>6</sub> H <sub>5</sub> OH	1.45	2.32	1.14	0.55	1.45	2.33	1.45	4.4
$CH_3PH_2$	1.27	0.38	0.99	0.33	1.27	1.13	1.21	6.4
PF <sub>3</sub>	1.38	4.95	6.49	1.93	1.38	7.17	1.41	9.7
tetrahydrofuran	1.94	2.92	2.19	1.14	1.94	3.35	1.91	5.10
3-oxetanone	0.88	0.16	0.18	0.94	0.88	0.31	0.92	2.2
γ-butyrolactone	5.01	6.48	5.01	3.66	5.01	7.17	5.05	12.0
2-methylpyrimidine	1.86	2.13	0.95	0.71	1.86	2.18	1.88	4.9
3-chloropropene	2.42	2.14	2.46	1.75	2.42	2.25	2.51	3.3
dimethylthioether	1.80	0.51	0.51	0.66	1.80	0.12	1.82	0.0
thiophene	0.90	0.05	0.40	0.08	0.90	1.48	0.85	0.2
vinylsilane	0.80	0.26	0.19	0.50	0.80	0.76	0.79	1.40
MSE <sup>a</sup>		0.32	-0.10	-0.82	0.00	0.76	0.01	2.70
MUE <sup>b</sup>		0.79	0.72	0.89	0.00	1.03	0.03	3.0

表3 第一组方法计算的20种小分子的分子偶极矩(单位为 Debye)以及与 HF/6-31G\*级别下偶极矩算符期望值(〈μ〉)的比较

<sup>a</sup> mean signed error; <sup>b</sup> mean unsigned error; 1 Debye= $3.338 \times 10^{-30}$  C·m

矩能够精确重现作为限制条件,55 但实际上这么做 已没有必要. Mulliken 方法的偶极矩重现性从统计 结果上看并不理想,对个别分子其偶极矩误差很大. 例如噻吩偶极矩期望值为0.90 Debye, 而Mulliken方 法却认为这是一个几乎无极性的分子. 需要指出的 是 Mulliken 电荷的基组依赖性很大, 因此 Mulliken 电荷的偶极矩重现性也可能会随基组的不同而有 一定变化. AOIM 的偶极矩重现性比 Mulliken 稍有 提高. Hirshfeld 方法计算的偶极矩从平均无符号误 差(MUE)上看比 Mulliken 方法更差, 而平均含符号 误差(MSE)显示Hirshfeld的偶极矩是显著偏低的, 这与Hirshfeld电荷偏小有直接关系. NPA 电荷的偶 极矩重现性很不理想,有高估偶极矩的倾向,尤其 是对PF<sub>3</sub>的偶极矩高估了4.2倍,而对二甲硫醚的偶 极矩却低估了10倍以上. AIM 电荷对分子偶极矩基 本没有重现能力, MUE 高达 3.00 Debye, 这个值已 经大于大多数小分子偶极矩. AIM 的偶极矩误差主 要来自于高估,这很大程度上是由于AIM电荷数值 过大所导致的.

在拟合参数过程中, MMFF94 的参数主要来自 于使MMFF94电荷产生的偶极矩逼近HF/6-31G\*密

度产生的分子偶极矩, AM1-BCC 的参数来自于使 AM1 电荷在校正后逼近 HF/6-31G\*级别下计算的 RESP 电荷. 它们都使用 HF/6-31G\*下的数据作为目 标数据是因为这个波函数级别对偶极矩的高估被 认为可以等效反映出分子在凝聚相中存在的极化 效应,因此MMFF94和AM1-BCC的偶极矩应当与 HF/6-31G\*下的偶极矩期望值相比较.从表4可见这 两种电荷的偶极矩重现性对大部分分子基本可以 令人满意, MMFF94的 MUE为 0.36 Debye, 虽然 AM1-BCC和MMFF94在键电荷校正过程中很相 似,但AM1-BCC的MUE更小,为0.25 Debye,其改 善在一定程度上可能是由于AM1-BCC使用了更有 意义的初始电荷. Gasteiger的偶极矩重现性无论以 气相实验值为参考还是以HF/6-31G\*偶极矩为参考 都显得一般,并且对多数分子有低估偶极矩的倾 向. CM2 电荷能够很好地重现气相实验偶极矩, MUE 仅为 0.15 Debye, 对所有分子都没有出现过大 误差,这与CM2提出的目标完全相一致.QEq对实 验偶极矩和HF/6-31G\*下的偶极矩重现性都很不理 想,对许多分子偶极矩高估了近一倍甚至一倍以 上,严重低估偶极矩的情况同样存在,如2-甲基嘧

#### 表4 第二组方法计算的20种小分子的分子偶极矩(单位为Debye)以及与HF/6-31G\*级别下偶极矩算符期望值和 气相实验值的比较

Table 4	Molecular dipole moment (unit in Debye) of twenty small molecules calculated by the second group of methods,
comp	red to the expected value of dipole moment operator at the HF/6-31G* level and gas-phase experimental value

Molecule	Exp.ª	<µ>	MMFF94	AM1-BCC	Gasteiger	CM2	QEq
H <sub>2</sub> O	1.85	2.20	2.37	2.17	1.13	1.83	2.05
CH <sub>3</sub> OH	1.70	1.87	2.14	1.71	1.53	1.58	2.74
CH <sub>3</sub> COCH <sub>3</sub>	2.88	3.12	3.73	3.01	2.57	2.91	3.46
CH <sub>3</sub> COOH	1.70	1.79	1.65	1.64	1.31	1.85	2.52
$NH_3$	1.47	1.92	1.92	1.75	0.61	1.49	1.34
HCN	2.99	3.21	3.93	2.91	1.89	2.68	1.85
$CH_3NH_2$	1.31	1.53	1.79	1.45	0.73	1.18	1.39
NH <sub>2</sub> CHO	3.73	4.10	4.30	3.98	2.22	3.59	3.06
$CH_{3}F$	1.86	1.99	2.23	1.80	1.97	1.94	4.47
C <sub>6</sub> H <sub>5</sub> OH	1.45	1.45	1.98	1.33	1.47	1.11	2.70
$CH_3PH_2$	1.10	1.27	1.55	2.32	0.58	0.84	1.16
PF <sub>3</sub>	1.03	1.38	1.97	1.14	1.71	1.01	4.23
tetrahydrofuran	1.63	1.94	2.14	1.80	1.89	1.69	2.23
3-oxetanone	0.89	0.88	1.41	0.39	0.63	0.68	0.96
$\gamma$ -butyrolactone	4.27	5.01	5.09	4.87	3.83	4.48	5.22
2-methylpyrimidine	1.68	1.86	2.55	1.87	1.14	1.30	0.64
3-chloropropene	1.94	2.42	2.45	2.37	1.28	1.95	5.93
dimethylthioether	1.50	1.80	2.57	2.12	1.16	1.37	3.06
thiophene	0.55	0.90	1.34	1.63	1.06	0.37	2.97
vinylsilane	0.66	0.80	0.25	1.26	<sup>b</sup>	0.78	0.84
MSE ( <i>vs</i> < <i>µ</i> ≥)			0.29	0.00	-0.63	-0.34	0.57
MUE ( <i>vs</i> < <i>µ</i> ≥)			0.36	0.25	0.68	0.35	1.03
MSE (vs Exp.)		0.26	0.56	0.27	-0.36	-0.08	0.83
MUE (vs Exp.)		0.26	0.60	0.35	0.52	0.15	1.13

<sup>a</sup> experimental dipole moments in gas phase, the values are obtained from supplemental material in literature <sup>57</sup>;

<sup>b</sup> The parameter for silicon is unavailable.

啶.

综上所述, Mulliken、AOIM、Hirshfeld、NPA、Gasteiger、QEq电荷, 尤其是AIM电荷, 对偶极矩重现性都不好. ADCH和MK都能很准确重现波函数的偶极矩期望值, 若波函数完全精确, 则这两种电荷计算的偶极矩将与气相的实际值相一致, 而利用CM2方法则可以在较低波函数级别下很准确地预测气相偶极矩. MMFF94和AM1-BCC能够较好地重现HF/6-31G\*的偶极矩.

### 7 静电势的重现性

当研究的问题涉及分子间较近距离的静电相 互作用时偶极模型显得过于简单,只有分子范德华 表面外侧精确静电势也能被较好重现时,才说明这 种原子电荷适合研究分子间近距离静电作用.又由 于静电势是可观测量,因此静电势的重现性与偶极 矩一样也是检验原子电荷合理性的重要、客观的指 标.其重现性常以原子电荷在分子范德华表面外侧 所取的格点位置上产生的静电势 V<sup>Model</sup> 与波函数计 算的精确静电势 V<sup>Real</sup> 之间的相对均方根偏差 (RRMSE)来反映,计算公式为

$$RRMSE = \int_{i} \frac{\sum_{i} [V^{\text{Real}}(\boldsymbol{r}_{i}) - V^{\text{Model}}(\boldsymbol{r}_{i})]^{2}}{\sum_{i} V^{\text{Real}}(\boldsymbol{r}_{i})^{2}}$$
(20)

我们选取了21种中性分子和4种离子用于测试不同原子电荷计算方法的静电势重现性,见表5和表6.其中既包含一部分测试偶极矩重现性所用的小分子,也包含结构更复杂的生物、药物分子.计算 RRMSE 所用格点设定与计算 MK 电荷时的一致,参考静电势在HF/6-31G\*级别下获得.

由于MK 电荷正是通过最小化静电势重现性误 差得到的,因此它的 RRMSE 拥有理论最低值.从 RRMSE 的平均值上看,其余 11 种方法的静电势重 现能力可以大致分为四个档次:(1)重现性很好,平 均 RRMSE 在 0.25 上下.这一类包括 ADCH、 MMFF94、AM1-BCC和 CM2.如果改用能够比较准

13

	the	exact ESP a	t the HF/6-31G	G* level			
Molecule	Mulliken	AOIM	Hirshfeld	ADCH	NPA	MK	AIM
CH <sub>3</sub> CH <sub>2</sub> CH <sub>3</sub>	2.148	1.075	0.983	1.199	2.810	0.725	1.06
CH <sub>3</sub> NO <sub>2</sub>	0.480	0.157	0.297	0.142	0.366	0.065	0.90
NH <sub>2</sub> CHO	0.199	0.215	0.317	0.145	0.338	0.071	1.09
(CH <sub>3</sub> ) <sub>2</sub> NNH <sub>2</sub>	0.443	0.466	0.746	0.309	0.473	0.235	0.96
$CH_3PH_2$	1.252	1.580	1.063	0.551	1.713	0.513	5.27
$C_6H_5SO_3H$	0.390	0.526	0.450	0.133	0.380	0.066	1.29
OMS(CH <sub>4</sub> SO <sub>3</sub> )	0.186	0.362	0.340	0.139	0.375	0.063	1.21
tetrahydrofuran	0.696	0.238	0.479	0.254	0.879	0.162	1.58
uracil	0.378	0.276	0.297	0.131	0.335	0.059	1.47
adenine	0.249	0.284	0.396	0.194	0.283	0.059	0.72
alanine	0.240	0.365	0.568	0.230	0.336	0.091	1.29
3-chloropropene	0.318	0.276	0.459	0.215	0.347	0.177	0.53
λ-butyrolactone (C <sub>4</sub> H <sub>6</sub> O <sub>2</sub> )	0.390	0.094	0.326	0.189	0.471	0.076	1.44
3-oxetanone $(C_3H_4O_2)$	0.509	0.305	0.465	0.266	0.560	0.127	1.49
TTF $(C_6H_4S_4)$	0.804	0.706	0.659	0.322	0.918	0.273	0.88
TCNQ $(C_{12}H_4N_4)$	0.306	0.217	0.336	0.173	0.485	0.060	2.56
aspirin (C <sub>9</sub> H <sub>8</sub> O <sub>4</sub> )	0.367	0.242	0.351	0.106	0.436	0.043	1.71
dopamine (C <sub>8</sub> H <sub>11</sub> NO <sub>2</sub> )	0.527	0.477	0.685	0.206	0.466	0.091	1.74
glucose (C <sub>6</sub> H <sub>12</sub> O <sub>6</sub> )	0.522	0.246	0.572	0.176	0.589	0.062	1.06
ephedrine (C <sub>10</sub> H <sub>15</sub> NO)	0.587	0.486	0.603	0.209	0.780	0.120	1.22
naphthoquinone (C10H6O2)	0.547	0.475	0.408	0.263	0.574	0.080	2.19
CH <sub>3</sub> COO <sup>-</sup>	0.032	0.015	0.068	0.029	0.052	0.010	0.12
$PO_4(CH_3)_2^-$	0.073	0.040	0.055	0.030	0.076	0.018	0.12
$CH_3NH_3^+$	0.033	0.020	0.018	0.011	0.021	0.011	0.05
morpholine <sup>+</sup> (C <sub>4</sub> H <sub>10</sub> NO <sup>+</sup> )	0.060	0.020	0.045	0.018	0.077	0.012	0.11
meanª	0.428	0.337	0.461	0.200	0.494	0.104	1.33

表5 第一组方法产生的静电势相对于 HF/6-31G\*级别下精确静电势的相对均方根偏差 Relative root mean square error (RRMSE) of the ESP produced by the first group of methods relative

 $^{\rm a}$  except for ions,  $\rm CH_3CH_2CH_3,$  and  $\rm CH_3PH_2$ 

确地重现气相偶极矩的波函数,即使用 B3LYP/ cc-pVTZ 波函数代替 HF/6-31G\*去计算参考静电 势,则 CM2 的平均 RRMSE 值会从 0.268 降低到 0.228. (2) 重现性不错. AOIM 属于此类,平均 RRMSE为0.337. (3) 重现性一般, RRMSE平均值在 0.4-0.6.包括 Mulliken、Hirshfeld、NPA、Gasteiger 和 QEq. (4) 重现性很差,这一类只包括 AIM,平均 RRMSE 高达1.53.

通过检验MK电荷的数据,可以看出原子电荷 模型本身对于一些体系存在明显局限性.对于丙烷 和CH<sub>3</sub>PH<sub>2</sub>分子,即便是MK电荷,其RRMSE也分别 高达0.72和0.51,因此我们未将这两个分子纳入 RRMSE平均值的统计中.若想更准确地描述静电 相互作用,即降低RRMSE,就必须增加一些非原子 中心的点电荷,或者在原子中心引入点多极矩.<sup>35</sup>若 在计算MK电荷时在每个原子中心都引入一个点偶 极矩(点偶极矩向量与原子电荷一起被拟合),则丙 烷和CH<sub>3</sub>PH<sub>2</sub>分子的 RRMSE 会分别降至 0.22 和 0.13, 静电势重现性大大提高. 而对于一些体系用原 子电荷模型表现静电势是足够准确的, 如 MK 电荷 对 Aspirin 的 RRMSE 仅有 0.043.

从表中可见所有方法对离子的静电势重现性 都显著好于中性分子, RRMSE 降低了约一个数量 级. 出现这种情况是由于带电分子外围静电势主要 由分子单极矩所主导, 而所测试的所有原子电荷计 算方法都是单极矩保守的, 即原子电荷加和等于分 子净电荷. 不同方法对带电分子静电势重现性的优 劣关系和中性分子情况是相似的.

### 8 波函数质量的依赖性

图5比较了第一类方法计算的乙酸的甲基碳原 子电荷的基组依赖性,从左到右基组完备性逐渐增加.从STO-3G<sup>86</sup>提升至3-21G<sup>87</sup>的过程中各种方法计 算的结果都有不同程度的变化,通常被认为具有很 好基组稳定性的NPA 电荷的变化值甚至大于公认 基组稳定性差的Mulliken 电荷.注意由于极小基的

Molecule	MMFF94	AM1-BCC	Gasteiger	CM2	OEq
CH <sub>3</sub> CH <sub>2</sub> CH <sub>3</sub>	1.000	1.054	1.049	1.381	1.994
CH <sub>3</sub> NO <sub>2</sub>	0.150	0.349	0.412	0.322	0.318
NH <sub>2</sub> CHO	0.112	0.142	0.516	0.171	0.331
$(CH_3)_2NNH_2$	0.329	0.337	0.658	0.340	0.590
CH <sub>3</sub> PH <sub>2</sub>	0.582	0.880	0.728	1.152	0.594
$C_6H_5SO_3H$	0.342	0.214	1.129	0.238	0.671
OMS(CH <sub>4</sub> SO <sub>3</sub> )	0.155	0.119	1.257	0.264	0.505
tetrahydrofuran	0.208	0.217	0.211	0.286	0.451
uracil	0.229	0.119	0.561	0.228	0.373
adenine	0.262	0.147	0.736	0.217	0.694
alanine	0.217	0.172	0.553	0.301	0.733
3-chloropropene	0.263	0.250	0.534	0.307	1.246
$\lambda$ -butyrolactone	0.093	0.110	0.341	0.234	0.266
3-oxetanone	0.219	0.240	0.323	0.311	0.326
$TTF(C_6H_4S_4)$	0.424	0.482	0.609	0.394	0.604
TCNQ ( $C_{12}H_4N_4$ )	0.332	0.169	0.520	0.187	0.439
aspirin (C <sub>9</sub> H <sub>8</sub> O <sub>4</sub> )	0.247	0.154	0.365	0.188	0.434
dopamine (C <sub>8</sub> H <sub>11</sub> NO <sub>2</sub> )	0.267	0.171	0.569	0.297	0.717
glucose (C <sub>6</sub> H <sub>12</sub> O <sub>6</sub> )	0.204	0.154	0.433	0.240	0.473
ephedrine (C <sub>10</sub> H <sub>15</sub> NO)	0.355	0.248	0.492	0.244	0.536
naphthoquinone (C10H6O2)	0.375	0.155	0.433	0.329	0.400
CH <sub>3</sub> COO <sup>-</sup>	0.023	0.024	0.056	0.053	0.077
$PO_4(CH_3)_{\overline{2}}$	0.065	0.027	0.047	0.058	0.118
$CH_3NH_3^+$	0.016	0.017	0.024	0.012	0.114
morpholine <sup>+</sup> (C <sub>4</sub> H <sub>10</sub> NO <sup>+</sup> )	0.047	0.030	0.052	0.018	0.126
mean <sup>a</sup>	0.252	0.208	0.561	0 268 <sup>b</sup>	0.532

表6 第二组方法产生的静电势相对于 HF/6-31G\*级别下精确静电势的相对均方根偏差

\* except for ions, CH<sub>3</sub>CH<sub>2</sub>CH<sub>3</sub>, and CH<sub>3</sub>PH<sub>2</sub>; <sup>b</sup>If ESP is produced at the B3LYP/cc-pVTZ level, the value is 0.228.





Fig.5 Atomic charge of methyl carbon of acetic acid calculated by different methods under various basis-sets at the Hartree-Fock level

完备性很低,所以提升至分裂价基后结果的明显变 化并不能说明方法的合理性差.从6-311G\*\*<sup>88</sup>开始 除了Mulliken方法外所有方法的结果都已经收敛, 提升至 aug-cc-pVTZ<sup>89,90</sup> 的过程中结果变化都不显 著. 其中 Hirshfeld 和 ADCH 电荷收敛得最早,从 3-21G开始就基本不发生变化.同时也说明ADCH 对Hirshfeld电荷的校正并没有破坏Hirshfeld电荷 良好的基组稳定性. MK和AOIM从6-31G\*开始收 敛,而NPA和AIM收敛得相对稍迟.唯一不能随基 组增加而收敛的方法是 Mulliken, 曲线在基组增大 过程中始终强烈波动,对6-311G\*\*基组下重原子增 加弥散函数成为 6-311+G\*\* "后, 其它方法得到的 甲基碳电荷变化均不超过0.01,而 Mulliken 电荷数 值则降低了0.15,这是因为碳的弥散函数严重侵入 到了氢的原子空间内,原本在6-311G\*\*基组下属于 氢的电子密度现在有一部分被碳的基函数所描述, 因此氢的电子占据数一部分被归属到了碳.而进一 步提升到6-311++G(2df,2p)"后,由于氢的弥散函数 也明显侵入到了碳的原子空间内,碳的电子占据数 有不少被划归给了氢,因此碳的Mulliken电荷又增 加了许多. 6-311++G(2df,2p)已经是完备性很高的基 组,继续提升质量后原子电荷应当不出现明显改 变,然而提升至 aug-cc-pVTZ 后 Mulliken 电荷变化 却仍高达 0.43. 因此从基组依赖性的角度上讲, Mulliken方法是存在严重缺陷的,没有办法"唯一" 地获得 Mulliken 电荷,基组的轻微改变就可能使结 果有定性的变化.同时也说明提升基组质量并不会 提升 Mulliken 电荷的合理性,用大基组计算 Mulliken 电荷是没有意义的.实际上大基组,尤其是包含弥 散函数的情况,基函数的化学意义往往比较差,与 原子轨道缺乏对应性,而极小基则能够与原子轨道 相互对应,会使 Mulliken方法的计算过程更有物理 意义.以上的讨论对于乙酸的其它原子的电荷也同 样适用.

第一类方法对计算波函数所用理论方法的依 赖性如图6所示,其中包括不含相关效应的Hartree-Fock方法、广义梯度近似(GGA)泛函 BP86、91.92 杂化 泛函 B3LYP,<sup>33</sup> 以及 MP2 和 CCSD<sup>70</sup>方法, 基组均使 用 cc-pVDZ.89 由于相关效应对多重键影响较大, 所 以这里选取乙酸的羰基氧原子用于测试. 由于AOIM 1.1程序只能读取SCF波函数,因此MP2和CCSD 的结果未在图中显示,但实际上利用自然轨道形式 不难将AOIM的应用范围扩展到后HF波函数上.从 图6可见对于任何一种计算原子电荷的方法,无论 通过何种方式引入相关效应,所得结果都很相近, 数值差异最大不超过0.05. 而Hartree-Fock波函数和 各种相关波函数下的计算结果却差异明显,引入相 关效应后所有方法给出的羰基氧原子电荷均明显 减小,这反映出相关效应会减小化学键的极性这一 普遍现象. 通过检验乙酸各个原子的电荷会发现



图 6 不同方法结合 cc-pVDZ 基组和不同哈密顿得到的 乙酸的羰基氧原子电荷

Fig.6 Atomic charge of carbonyl oxygen of acetic acid calculated by different methods in combination with cc-pVDZ basis-set and various Hamiltonians

Hirshfeld和ADCH电荷受电子相关效应影响相对于其它方法更弱,比如BP86下Hirshfeld和ADCH的羰基氧原子电荷相对于Hartree-Fock下的结果差异分别为0.07、0.09,而Mulliken、AOIM、NPA、MK和AIM电荷变化分别为0.16、0.13、0.13、0.12和0.18.

由上可见,至少对于普通有机分子,获得原子 电荷并不需要高级别后HF方法计算波函数,选择 适当的密度泛函方法计算的波函数就可以满足要 求.对于NPA、MK、AIM,尤其是Hirshfeld和ADCH 方法,只需要中等质量的基组就已经足够.在此之 上继续提高波函数质量意义不大.

#### 9 计算的耗时

计算方法的耗时大小直接关系到它的适用领域. 计算耗时不仅取决于方法本身的复杂度, 也明显依赖于计算程序的代码效率、数值方法和编译、运行时的软硬件环境. 另外, 很多方法的可变参数也会影响耗时, 比如 AIM、Hirshfeld 方法中对积分的期望精度、AOIM 的 L-BFGS-B 步骤中的收敛阈值、静电势拟合时拟合点的密度等. 本节对各种方法计算耗时的讨论只是定性的, 计算耗时以当前普通实验室的计算能力作为参照.

MMFF94、Gasteiger和QEq方法由于不依赖于 波函数,方法本身也比较简单,所以计算这三种电 荷总耗时极小,即使对于几千个原子的体系也可以 在数秒内给出结果,它们也能够用于需要高效计算 大批量小分子电荷的情况,比如药物高通量筛选. 由于QEq计算量小,而且是依赖于几何结构的,能 反映出原子电荷对周围环境变化的响应,因此QEq 可以作为浮动电荷力场<sup>94</sup>的电荷模型,即在动力学/ 蒙特卡罗模拟过程中每隔一定步数或构象改变一 定程度后自动更新原子电荷.

AM1-BCC电荷的计算总耗时完全来自于AM1 单点计算, BCC校正过程几乎不需要耗时.对于几 十个原子体系的AM1计算,通常在数秒内能够完 成.对于数百个原子的体系, AM1计算就较为耗时, 而上千个原子的体系则十分困难.但是如果使用线 性标度方法,如MOZYME方法<sup>55</sup>来加速AM1步骤, 则AM1-BCC电荷的适用范围可以被大大扩展.

得到波函数后,计算 Mulliken 电荷不需要额外 耗时,而计算 NPA、MK、Hirshfeld 和 ADCH 电荷的 计算耗时也只占波函数计算耗时的很小比例.因此 可以近似认为计算这几种电荷的总耗时就是计算 波函数的耗时.

使用 AOIM 1.1 程序计算基组较大或原子数稍 多体系的 AOIM 电荷比较慢. 例如在 HF/6-31G\*下 计算 Ephedrine (C<sub>10</sub>H<sub>15</sub>NO)分子的 AOIM 电荷耗费约 8 min, 而使用默认参数、单线程下使用 Gaussian 03 计算这个分子波函数耗时 40 s. 我们认为计算速度 缓慢不是 AOIM 理论本身的原因, 而是因为 AOIM 1.1 代码中的 L-BFGS-B 最小化模块效率有待改善. 对代码和算法进行优化和并行化后有望使 AOIM 电 荷计算速度显著加快.

AIM 电荷计算耗时极长. 我们使用计算效率较高的 AIM 程序 AIMALL,并采用默认的积分精度和积分算法时,计算 Ephedrine 分子全部 AIM 电荷总耗时为 10.5 min,是计算波函数时间的近 16倍. AIM 电荷计算费时是因为 AIM 的原子边界复杂,导致原子盆不容易被准确积分,尽管已有不少研究者探索出更有效的原子盆积分方法,%-% 但 AIM 电荷计算缓慢的问题始终没有被彻底解决.

CM2的校正步骤几乎不需要额外时间,总耗时 取决于使用何种理论级别计算初始电荷.如果要求 计算快速,可以用半经验方法,如果要求对实际气 相偶极矩有更好的重现能力,则可以用从头算方 法.实际上从原文献的统计数据来看,半经验与从 头算方法所得CM2电荷的偶极矩重现能力对于多 数体系差距并不很大.

#### 10 计算方法的选择

结合上文对各种原子电荷计算方法的对比结 果、方法特点以及目前应用的现状,我们对原子电 荷计算方法的选择给出以下建议.

对于分子体系的量子化学研究,建议使用 NPA 和 ADCH 电荷. NPA 电荷目前应用十分广泛,合理 性总体表现较好.但注意不宜使用 NPA 电荷分析静 电相互作用,同时注意 NPA 用于过渡金属、镧系锕 系金属时存在一定问题.<sup>23,99</sup> 问题主要是由于这些元 素的极小集/里德堡集划分标准比较含糊,而不同的 划分又会影响 OWSO 过程,进而影响电荷数值.最 近提出的 ADCH 方法无论在电荷合理性、基组依赖 性、偶极矩重现性和静电势的重现性上都表现不 错,电荷计算时间也远小于波函数计算时间,是十 分有前景的原子电荷计算方法,其普适性、稳定性 有待在更多的实际应用中进行检验. 基于原子电荷的分子模拟任务需要原子电荷 能够较好地描述静电相互作用.通常来说以MK为 代表的拟合静电势电荷是最适合用于分子模拟的. 但如果模拟的是有机分子,更适宜使用RESP电荷, 因为它解决了普通拟合静电势方法存在的构象依 赖性、内部原子电荷数值不稳定性和原子等价性问 题,若这些问题存留则可能会影响模拟过程的合理 性.注意由于在拟合力场参数时范德华作用、1-4位 相互作用和静电作用是相互耦合的,故范德华参数 和二面角参数对电荷模型有依赖性,因此若模拟任 务依赖于已有力场参数,则原子电荷的计算方法应 当尽量与力场原文中的方法一致.

对于较大分子体系或者大量有机小分子体系 的原子电荷的计算建议使用 AM1-BCC 方法,此方 法表现静电作用较好且计算速度较快.如果需要进 一步降低计算耗时,可以改用 MMFF94 方法.另外, 如果所研究的大分子体系结构具有规律性,如蛋白 质、多糖、核酸、高分子,也可以使用能够更好重现 静电势的 MK 方法获得每个片段的电荷再进行拼 接.

估算气相分子偶极矩最适合使用CM2方法,可以以较低的计算花费获得很精确的气相偶极矩.

最后,本文对目前使用广泛的Mulliken、AIM和 Gasteiger电荷进行简要评述.

Mulliken方法尽管存在原理不严格、低估离子 性化合物的键的极性、基组依赖性大、偶极矩和静 电势重现性差等诸多缺陷,但是从本文的测试看 到,Mulliken电荷对于多数小分子并没有出现过于 明显的不合理性,又由于Mulliken电荷几乎被所有 量子化学软件支持,不耗费额外计算时间,因此 Mulliken电荷虽然不推荐使用,但仍可以作为定性 的参考.在极小基下产生的Mulliken电荷比在更高 级别基组下产生结果在原理上更合理.如果所用基 组包含弥散函数,则应当舍弃Mulliken电荷.另外, 由于Mulliken电荷受基组影响明显,比较Mulliken 电荷时应注意必须处于在相同基组下,否则结果没 有意义.

AIM 方法一般不建议使用. 尽管它拥有严格的物理解释, 但是在测试中它的结果往往明显违背化学观念, 对偶极矩和静电势重现性都很差, 当体系存在赝原子时无法使用, 而且计算耗时极长.

Gasteiger电荷由于具有计算方便、快速的特点, 被很多药物设计、分子对接软件所采用,常被用于 描述受体-配体静电相互作用、生成CoMFA任务所 需要的静电势场.然而从前文的对比结果可见它的 静电势重现性并不理想,因此并不推荐Gasteiger电 荷用于这些场合.相比之下使用AM1-BCC和 MMFF94电荷更为合适.

### 11 总 结

原子电荷是十分古老、简单的模型,可以追溯 到化合价概念的提出.随着理论化学的发展以及人 们对电子结构认识的加深,原子电荷模型不仅没有 被遗弃,新的计算方法还在不断涌现,这是由于它 有着重要的理论和实用意义.本文介绍了目前使用 最为广泛的12种计算原子电荷的方法,通过大量分 析对它们的特点进行了全面的比较和评述.对比分 析中显示,许多计算方法的结果间存在很大差异, 错误地选用计算方法可能得到不可靠甚至没有意 义的原子电荷.只有充分掌握了众多计算方法各自 的原理和特点,才能根据实际问题选择最为适用的 一种.

#### References

- Qian, B. H.; Ma, W. X.; Lu, L. D.; Yang, X. J.; Wang, X. Acta Phys. -Chim. Sin. 2010, 26, 610. [钱保华, 马卫兴, 陆路德, 杨绪杰, 汪 信. 物理化学学报, 2010, 26, 610.]
- Zheng, W. R.; Xu, J. L.; Xiong, R. Acta Phys. -Chim. Sin. 2010, 26, 2535. [郑文锐, 徐菁利, 熊 瑞. 物理化学学报, 2010, 26, 2535.]
- (3) Shen, T.; Du, F. P.; Liu, T.; Yao, G. W.; Wu, Z.; Fang, M. M.; Xu, X. J.; Lu, H. Z. *Acta Phys. -Chim. Sin.* 2011, 27, 1831.
  [申 涛, 杜风沛, 刘 婷, 姚广伟, 吴 峥, 方萌萌, 徐筱杰, 路慧哲. 物理化学学报, 2011, 27, 1831.]
- (4) Zhou, J. J.; Chen, H. M.; Xie, G. R.; Ren, T. R.; Xu, Z. H. Prog. Chem. 1998, 10, 55. [周家驹, 陈红明, 谢桂荣, 任天瑞, 许志 宏. 化学进展, 1998, 10, 55.]
- (5) Ji, G. D.; Zhao, Y. H.; Yuan, X. J. Northeast Normal Univ. (Natural Science Edition) 1998, 47. [籍国东, 赵元慧, 袁 星. 东北师范大学学报(自然科学版), 1998, 47.]
- (6) Ding, Y. F.; Zhang, Y.; Zhang, D. H.; Li, Z. P. Acta Phys. -Chim. Sin. 2010, 26, 1651. [丁元法, 张 跃, 张大海, 李仲平. 物理 化学学报, 2010, 26, 1651.]
- (7) Laio, A.; Vande Vondele, J.; Rothlisberger, U. J. Phys. Chem. B 2002, 106, 7300.
- (8) Pipek, J.; Mezey, P. G. J. Chem. Phys. 1989, 90, 4916.
- (9) Elstner, M.; Porezag, D.; Jungnickel, G.; Elsner, J.; Haugk, M.; Frauenheim, T.; Suhai, S.; Seifert, G. *Phys. Rev. B* 1998, *58*, 7260.
- (10) Giesen, D. J.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Phys. Chem. 1995,

99, 7137.

- (11) Giesen, D. J.; Hawkins, G. D.; Liotard, D. A.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. *Theor. Chem. Acc.* **1997**, *98*, 85.
- (12) Li, J. B.; Hawkins, G. D.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. Chem. Phys. Lett. 1998, 288, 293.
- (13) Thompson, J. D.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Phys. Chem. A 2004, 108, 6532.
- (14) Meister, J.; Schwarz, W. H. E. J. Phys. Chem. 1994, 98, 8245.
- (15) Cramer, C. J. Essentials of Computational Chemistry, 2nd ed.; John Wiley & Sons: West Sussex, 2004; pp 309–324.
- (16) Jensen, F. *Introduction to Computational Chemistry*, 2nd ed.; John Wiley & Sons: West Sussex, 2007; pp 293–304.
- (17) Young, D. C. Computational Chemistry; John Wiley & Sons: New York, 2001; pp 99–105.
- (18) Cioslowski, J. Electronic Wavefunction Analysis. In Encyclopedia of Computational Chemistry; Schleyer, P. v. R.
   Ed.; John Wiley & Sons: West Sussex, 1998; Vol. 2, pp 892–905.
- (19) Mulliken, R. S. J. Chem. Phys. 1955, 23, 1841.
- (20) Mulliken, R. S. J. Chem. Phys. 1955, 23, 1833.
- (21) Mulliken, R. S. J. Chem. Phys. 1955, 23, 2338.
- (22) Bachrach, S. M. Population Analysis and Electron Densities from Quantum Mechanics. In *Reviews in Computational Chemistry*; Lipkowitz, K. B., Boyd, D. B. Eds.; VCH Publishers: New York, 1994; Vol. 5, pp 171–227.
- (23) Clark, A. E.; Sonnenberg, J. L.; Hay, P. J.; Martin, R. L. J. Chem. Phys. 2004, 121, 2563.
- (24) Martin, F.; Zipse, H. J. Comput. Chem. 2005, 26, 97.
- (25) Wiberg, K. B.; Rablen, P. R. J. Comput. Chem. 1993, 14, 1504.
- (26) Lu, H. G.; Dai, D. D.; Yang, P.; Li, L. M. Phys. Chem. Chem. Phys. 2006, 8, 340.
- (27) Hirshfeld, F. L. Theor. Chem. Acc. 1977, 44, 129.
- (28) Lu, T.; Chen, F. W. J. Theor. Comput. Chem. accepted.
- (29) Reed, A. E.; Weinstock, R. B.; Weinhold, F. J. Chem. Phys. 1985, 83, 735.
- (30) Besler, B. H.; Merz, K. M., Jr.; Kollman, P. A. J. Comput. Chem. 1990, 11, 431.
- (31) Bader, R. F. W.; Beddall, P. M. J. Chem. Phys. 1972, 56, 3320.
- (32) Halgren, T. A. J. Comput. Chem. 1996, 17, 520.
- (33) Halgren, T. A. J. Comput. Chem. 1996, 17, 616.
- (34) Jakalian, A.; Bush, B. L.; Jack, D. B.; Bayly, C. I. J. Comput. Chem. 2000, 21, 132.
- (35) Jakalian, A.; Jack, D. B.; Bayly, C. I. J. Comput. Chem. 2002, 23, 1623.
- (36) Gasteiger, J.; Marsili, M. Tetrahedron 1980, 36, 3219.
- (37) Li, J. B.; Zhu, T. H.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Phys. Chem. A 1998, 102, 1820.
- (38) Rappe, A. K.; Goddard, W. A. J. Phys. Chem. 1991, 95, 3358.
- (39) Cusachs, L. C.; Politzer, P. Chem. Phys. Lett. 1968, 1, 529.
- (40) Stout, E. W.; Politzer, P. Theor. Chem. Acc. 1968, 12, 379.
- (41) Doggett, G. J. Chem. Soc. A 1969, 229.

- (42) Christoffersena, R. E.; Baker, K. A. Chem. Phys. Lett. 1971, 8, 4.
- (43) Bickelhaupt, F. M.; van Eikema Hommes, N. J. R.; Fonseca Guerra, C.; Baerends, E. J. Organometallics 1996, 15, 2923.
- (44) Weinhold, F. Natural Bond Orbital Methods. In *Encyclopedia of Computational Chemistry*; Schleyer, P. v. R. Ed.; John Wiley & Sons: West Sussex, 1998; Vol. 2, pp 1792–1811.
- (45) Glendening, E. D.; Badenhoop, J. K.; Reed, A. E.; Carpenter, J. E.; Bohmann, J. A.; Morales, C. M.; Weinhold, F. NBO, Version 5.0, 2001. http://www.chem.wisc.edu/~nbo5/.
- (46) Liu, W.; Li, L. Theor. Chem. Acc. 1997, 95, 81.
- (47) Sanchez-Portal, D.; Artacho, E.; Soler, J. M. Solid State Commun. 1995, 95, 685.
- (48) Sanchez-Portal, D.; Artacho, E.; Soler, J. M. J. Phys.: Condens. Matter 1996, 8, 3859.
- (49) Bader, F. W. Atoms in Molecules: A Quantum Theory; Oxford University Press: New York, 1994.
- (50) Nalewajski, R. F.; Parr, R. G. Proc. Natl. Acad. Sci. U. S. A. 2000, 97, 8879.
- (51) Davidson, E. R.; Chakravorty, S. *Theor. Chem. Acc.* **1992**, *83*, 319.
- (52) Chirlian, L. E.; Francl, M. M. J. Comput. Chem. 1987, 8, 894.
- (53) Breneman, C. M.; Wiberg, K. B. J. Comput. Chem. 1990, 11, 361.
- (54) Sigfridsson, E.; Ryde, U. J. Comput. Chem. 1998, 19, 377.
- (55) Bayly, C. I.; Cieplak, P.; Cornell, W.; Kollman, P. A. J. Phys. Chem. **1993**, 97, 10269.
- (56) Dewar, M. J. S.; Zoebisch, E. G.; Healy, E. F.; Stewart, J. J. P. J. Am. Chem. Soc. 1985, 107, 3902.
- (57) Storer, J. W.; Giesen, D. J.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Comput. -Aided Mol. Des. 1995, 9, 87.
- (58) Li, J. B.; Williams, B.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Chem. Phys. 1999, 110, 724.
- (59) Thompson, J. D.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Comput. Chem. 2003, 24, 1291.
- (60) Winget, P.; Thompson, J. D.; Xidos, J. D.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Phys. Chem. A 2002, 106, 10707.
- (61) Kalinowski, J. A.; Lesyng, B.; Thompson, J. D.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Phys. Chem. A 2004, 108, 2545.
- (62) Olson, R. M.; Marenich, A. V.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Chem. Theory Comput. 2007, 3, 2046.
- (63) Kelly, C. P.; Cramer, C. J.; Truhlar, D. G. J. Chem. Theory Comput. 2005, 1, 1133.
- (64) Mayer, I. Chem. Phys. Lett. 1983, 97, 270.
- (65) Sanderson, R. T. Science 1951, 114, 670.
- (66) Rappe, A. K.; Casewit, C. J.; Colwell, K. S.; Goddard, W. A.; Skiff, W. M. J. Am. Chem. Soc. 1992, 114, 10024.
- (67) Mortier, W. J.; Ghosh, S. K.; Shankar, S. J. Am. Chem. Soc. 1986, 108, 4315.
- (68) Cioslowski, J. Phys. Rev. Lett. 1989, 62, 1469.

- (69) Cioslowski, J. J. Am. Chem. Soc. 1989, 111, 8333.
- (70) Szabo, A.; Ostlund, N. S. *Modern Quantum Chemistry*, 1st rev ed.; Dover Publications: New York, 1989.
- (71) Hariharan, P. C.; Pople, J. A. Theor. Chem. Acc. 1973, 28, 213.
- (72) Hehre, W. J.; Ditchfield, R.; Pople, J. A. J. Chem. Phys. 1972, 56, 2257.
- (73) Frisch, M. J.; Pople, J. A.; Binkley, J. S. J. Chem. Phys. 1984, 80, 3265.
- (74) Frisch, M. J.; Trucks, G. W.; Schlegel, H. B.; *et al. Gaussian 03*, Revison E.01; Gaussian Inc.: Wallingford, CT, 2004.
- (75) Lu, T. Multiwfn, Version 2.1.2; 2011. http://Multiwfn.codeplex. com.
- (76) Keith, T. A. AIMALL, Version 10.05.04, 2010.
- (77) Lu, H. G. AOIM, Version 1.1, 2006; http://faculty.sxu.cn/luhg/ aoim.html.
- (78) Avogadro: an Open-Source Molecular Builder and Visualization Tool, Version 1.0.3, 2011.
- (79) Case, D. A.; Darden, T. A.; Cheatham, T. E. C., III; et al. AmberTools, Version 1.5; 2011.
- (80) Schäfer, A.; Horn, H.; Ahlrichs, R. J. Chem. Phys. 1992, 97, 2571.
- (81) PETRA Manual. http://www2.ccc.uni-erlangen.de/software/ petra/manual (accessed Sep 12, 2011).
- (82) Marsili, M.; Gasteiger, J. Croat. Chem. Acta 1980, 53, 601.
- (83) The Open Babel Package, Version 2.3.0; 2010; http://openbabel. sourceforge.net.
- (84) Sanner, M. F. J. Mol. Graph. Model. 1999, 17, 57.
- (85) Woods, R. J.; Khalil, M.; Pell, W.; Moffat, S. H.; Smith, V. H. J. Comput. Chem. 1990, 11, 297.
- (86) Hehre, W. J.; Stewart, R. F.; Pople, J. A. J. Chem. Phys. 1969, 51, 2657.
- (87) Binkley, J. S.; Pople, J. A.; Hehre, W. J. J. Am. Chem. Soc. 1980, 102, 939.
- (88) Krishnan, R.; Binkley, J. S.; Seeger, R.; Pople, J. A. J. Chern. Phys. 1980, 72, 650.
- (89) Dunning, J. T. H. J. Chem. Phys. 1989, 90, 1007.
- (90) Kendall, R. A.; Dunning, T. H.; Harrison, R. J. J. Chem. Phys. 1992, 96, 6796.
- (91) Becke, A. D. Phys. Rev. A 1988, 38, 3098.
- (92) Perdew, J. P. Phys. Rev. B 1986, 33, 8822.
- (93) Becke, A. D. J. Chem. Phys. 1993, 98, 1372.
- (94) Patel, S.; Brooks, C. L. Mol. Simul. 2006, 32, 231.
- (95) Stewart, J. J. P. Int. J. Quantum Chem. 1996, 58, 133.
- (96) Biegler-König, F. W. J. Comput. Chem. 2000, 21, 1040.
- (97) Biegler-König, F. W.; Bader, R. F. W.; Tang, T. H. J. Comput. Chem. 1982, 3, 317.
- (98) Sanville, E.; Kenny, S. D.; Smith, R.; Henkelman, G. J. Comput. Chem. 2007, 28, 899.
- (99) Maseras, F.; Morokuma, K. Chem. Phys. Lett. 1992, 195, 500.