

بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ

دانشگاه بیزد

دانشکده علوم

گروه شیمی

پایان نامه

برای دریافت درجه کارشناسی ارشد

شیمی فیزیک

بررسی سطح انرژی پتانسیل MP2/aug-cc-pVTZ سامانه CO-CO با محاسبه

ضریب دوم ویریال گاز CO

استاد راهنما:

دکتر محمد رضا نور بالا

استاد مشاور:

دکتر منصور نمازیان

پژوهش و نگارش:

مرضیه زهرا بی

۸۹ مهرماه

تقديم به:

ساحت شريف حضرت رضا (ع)

تشکر:

حمد و سپاس پروردگار مهربان را که توفیق کسب دانش را به من عطا فرمود.

یگانه معبد من، سایه مهرت همواره بر سرم بوده و توجه خاص تو مایه ترقی و پیشرفت من در تمامی مراحل زندگی بوده است.

اینک که توفیق تهیه این مجموعه ناچیز را یافته ام مراتب سپاس و قدردانی خود را

نسبت به تمام عزیزانی که در این مدت از محضرشان کسب فیض نموده ام ابراز می دارم.

صمیمانه ترین سپاس و تشکرم را به استاد راهنمای بزرگوارم جناب آقای دکتر

نوربالا که بدون سعه صدر، دلسوزی های بی دریغ و راهنمایی های سودمند ایشان انجام این

تحقيق غیر ممکن می نمود تقدیم می دارم.

سپاس و قدر دانی از جناب آقای دکتر نمازیان، استاد مشاور گرانقدرم و آقایان

دکتر کمالوند و دکتر انصاری پور که داوری این تحقیق را بر عهده داشتند.

سپاس از نور چشمانم پدر و مادر دلسوز و مهربانم که دعای خیرشان همواره بدرقه

راهم بوده. و آرامش روحی و آسایش فکری ام را مرهون الطاف بی کرانشان هستم.

سپاس از همسر مهربانم، مهدی که در تمام این مدت یاور و تکیه گاهم بود و

محبت هایش هرگز فراموش نخواهد شد.

سپاس از یاران همیشگی، برادرم، محمود و خواهرانم مریم و راضیه به خاطر

همراهی بی دریغشان.

و سپاس از سرکار خانم قاسمی، سرپرست محترم بخش شیمی و سایر همکاران

شرکت ذوب آهن اصفهان که با همیاری و مهربانی پیمودن مسیر را برایم هموار نمودند.

چکیده:

در این تحقیق ضریب دوم ویریال برای گاز مونوکسید کربن از روش MP2/aug-cc-pVTZ در دامنه دمایی ۱۰۰ تا ۶۰۰ کلوین با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح شده و تصحیح نشده محاسبه شده است.

همچنین به منظور بررسی تاثیر فاکتور بولتزمن بر روی مقادیر ضریب دوم ویریال، محاسبات با در نظر گرفتن این فاکتور با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح شده و تصحیح نشده انجام گرفت. در بخش بعدی پایداری مکانیک کوانتمی سامانه CO-CO مورد مطالعه قرار گرفت. به این منظور، مقادیر فرکانس‌های شیوه‌های ارتعاشی سامانه CO-CO در موقعیت‌های تعادلی قعر چاه پتانسیل با استفاده از سطح نظری MP2 و مجموعه پایه aug-CC-pVTZ محاسبه گردید. هدف از اجرای این پروژه محاسبه مقادیر ضریب دوم ویریال، مقایسه با مقادیر تجربی و ارزیابی پتانسیل‌های بین مولکولی سامانه CO-CO با روش‌های شیمی محاسباتی است.

فهرست مطالب

۱	فصل اول: مروری بر مباحث نظری
۲	۱-۱) مقدمه
۳	۲-۱) روش‌های شیمی محاسباتی
۴	۱-۲-۱) روش میدان نیرو
۵	۲-۲-۱) روش ساختار الکترونی
۶	۱-۲-۲-۱) روش‌های نیمه تجربی
۷	۲-۲-۲-۱) روش‌های از اساس
۸	۳-۲-۱) نظریه میدان خود سازگار
۹	۴-۲-۱) محاسبات هارتی - فاک محدودشده و محدودنشده
۱۰	۵-۲-۱) روش‌های همبستگی الکترونی
۱۱	۶-۲-۱) نظریه تابعیت چگالی
۱۲	۷-۲-۱) روش‌های نسبیتی
۱۳	۱-۳) مجموعه پایه
۱۴	۱-۳-۱) مجموعه‌های پایه حداقل
۱۵	۲-۳-۱) مجموعه‌های پایه ظرفیتی شکافته
۱۶	۳-۳-۱) مجموعه‌های پایه قطبیده
۱۷	۴-۳-۱) توابع نفوذی
۱۸	۵-۳-۱) مجموعه‌های همبستگی - سازگار
۱۹	۶-۳-۱) خطای قطع مجموعه پایه
۲۰	۷-۳-۱) خطای برهمنگی مجموعه پایه
۲۱	۱-۴) نیروهای بین ملکولی و انرژی پتانسیل بین ملکولی
۲۲	۲-۴-۱) پتانسیل برهمکنش برد کوتاه
۲۳	۲-۴-۱) سهم الکترواستاتیک
۲۴	۳-۴-۱) سهم القای

۲۶ (۵-۴-۱) سهم پاشندگی
۲۶ (۱-۵) ضریب دوم ویریال
۲۸ (۱-۵-۱) استخراج معادله حالت ویریال با استفاده از مکانیک آماری
۳۲ (۲-۵-۱) حد کلاسیکی ضرایب ویریال
۳۴ (۱-۶-۱) توابع انرژی پتانسیل
۳۵ (۱-۶-۱) پتانسیل کره سخت
۳۶ (۱-۶-۱) پتانسیل کره نرم
۳۶ (۱-۶-۱) پتانسیل چاه مربعی
۳۷ (۱-۶-۱) پتانسیل چاه مثلثی
۳۹ (۱-۶-۱) پتانسیل ساترلند
۳۹ (۱-۶-۱) پتانسیل چاهذوزنقهای
۴۰ (۱-۶-۱) پتانسیل چاهمربعی همراه با پتانسیل ساترلند
۴۰ (۱-۶-۱) پتانسیل لنارد- جونز
۴۴ (۱-۷-۱) کربن مونوکسید و خواص آن
۴۵ (۱-۷-۱) تاریخچه
۴۵ (۱-۷-۱) روش‌های تهییه
۴۵ (۱-۷-۱) مصارف صنعتی
فصل دوم: محاسبه ضریب دوم ویریال گاز مونوکسید کربن با سطح نظری MP2 و	
۴۷ Aug-cc-pVTZ مجموعه پایه
۴۸ (۱-۲) مقدمه
۵۱ (۲-۲) زمینه تاریخی محاسبات ضریب دوم ویریال
۶۷ (۳-۲) بحث و نتیجه‌گیری
۶۸ فصل سوم: بررسی بسامدهای ارتعاشی
۶۹ (۱-۳) تجزیه و تحلیل بسامدهای ارتعاشی
۷۲ مراجع

فهرست شکل‌ها

شکل (۱-۱): نمایش روش محاسبات کوانتومی.	۸
شکل (۱-۲): مجموعه پایه بهبودیافته ظرفیتی شکافته	۱۸
شکل (۱-۳): مجموعه پایه بهبودیافته قطبیده.	۱۹
شکل (۱-۴): (الف) پتانسیل بر هم کنش دو اتم. (ب) تابع f -مایر آن بر حسب فاصله دو اتم.	۳۴
شکل (۱-۵): بر هم کنش بین دو ملکول بر اساس مدل‌های مختلف.	۳۸
شکل (۱-۶): ضریب دوم ویریال محاسبه شده با استفاده از چند مدل پتانسیل برای آرگون.	۴۳
شکل (۲-۱): نمایش هندسه عمومی سامانه CO-CO مورد مطالعه.	۵۳
شکل (۲-۲): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما برای زاویه θ برابر 0°	۵۳
شکل (۲-۳): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح شده برای زاویه θ برابر 30°	۵۴
شکل (۲-۴): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح نشده برای زاویه θ برابر 30°	۶۰
شکل (۲-۵): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح شده برای زاویه θ برابر 60°	۶۱
شکل (۲-۶): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح نشده برای زاویه θ برابر 60°	۶۲
شکل (۲-۷): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح شده برای زاویه θ برابر 90°	۶۳
شکل (۲-۸): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح نشده برای زاویه θ برابر 90°	۶۴

- شکل (۲-۹): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح شده برای زاویه‌ی θ برابر 120° ۶۵
- شکل (۲-۱۰): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح نشده برای زاویه‌ی θ برابر 120° ۶۱
- شکل (۲-۱۱): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح شده برای زاویه‌ی θ برابر 150° ۶۲
- شکل (۲-۱۲): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده از پتانسیل‌های تصحیح نشده برای زاویه‌ی θ برابر 150° ۶۸
- شکل (۲-۱۳): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما برای زاویه‌ی θ برابر 180° ۶۴
- شکل (۲-۱۴): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با استفاده پتانسیل‌های تصحیح شده و تصحیح نشده در زوایای θ و ϕ میانگین‌گیری شده ۷۰
- شکل (۲-۱۵): ضریب دوم ویریال گاز CO به عنوان تابعی از دما با احتساب وزن آماری. ۷۱

فهرست جداول

- جدول (۱-۱): پارامترهای پتانسیل چاه مربعی (sw) و پتانسیل لنارد- جونز (LJ).....۴۲
- جدول (۲-۱): ضریب دوم ویریال مولکول CO با حسب $\text{cm}^3\text{mol}^{-1}$ با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحنشده و تصحیحشده در دامنه‌ی دمایی ۱۰۰ تا ۶۰۰ کلوین برای زاویه‌ی θ برابر 0°۵۳
- جدول (۲-۲): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ کلوین و θ برابر 30°۵۴
- جدول (۲-۳): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحنشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 30°۵۵
- جدول (۲-۴): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 60°۵۶
- جدول (۲-۵): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحنشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 60°۵۷
- جدول (۲-۶): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 90°۵۸
- جدول (۲-۷): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحنشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 90°۵۹
- جدول (۲-۸): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 120°۶۰
- جدول (۲-۹): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحنشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 120°۶۱
- جدول (۲-۱۰): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیل‌های تصحیحشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 150°۶۲
- جدول (۲-۱۱): ضریب دوم ویریال مولکول CO با استفاده از پتانسیلهای تصحیحنشده. در دمای ۱۰۰ تا ۶۰۰ درجه کلوین و θ برابر 150°۶۳

جدول (۲-۱۲): ضریب دوم ویریال مولکول CO بر حسب $\text{cm}^3\text{mol}^{-1}$ با استفاده

از پتانسیل‌های تصحیح‌نشده و تصحیح‌شده در دامنه‌ی دمایی 100 تا 600 کلوین

۶۴ برای زاویه θ برابر 0°

جدول (۲-۱۳): ضریب دوم ویریال مولکول CO بر حسب $\text{cm}^3\text{mol}^{-1}$ با استفاده

از پتانسیل‌های تصحیح‌نشده و تصحیح‌شده در دامنه‌ی دمایی 100 تا 600 کلوین ۶۵

جدول (۲-۱۴): ضریب دوم ویریال مولکول CO بر حسب $\text{cm}^3\text{mol}^{-1}$ با استفاده

از پتانسیل‌های تصحیح‌نشده و تصحیح‌شده در دامنه‌ی دمایی 100 تا 600 کلوین با

۶۶ احتساب وزن آماری.

جدول (۳-۱): مقادیر بسامدھای ارتعاشی هماهنگ، بر حسب cm^{-1} برای زاویه θ برابر

۶۹ ۳۰° بهینه‌شده CO-CO با استفاده از IPS‌های اصلاح‌شده.

جدول (۳-۲): مقادیر بسامدھای ارتعاشی هماهنگ، بر حسب cm^{-1} برای زاویه θ برابر

۷۰ ۶۰° برای سامانه بهینه‌شده CO-CO با استفاده از IPS‌های اصلاح‌شده.

جدول (۳-۳): مقادیر بسامدھای ارتعاشی هماهنگ، بر حسب cm^{-1} برای زاویه θ برابر

۷۰ ۹۰° برای سامانه بهینه‌شده CO-CO با استفاده از IPS‌های اصلاح‌شده.

جدول (۳-۴): مقادیر بسامدھای ارتعاشی هماهنگ، بر حسب cm^{-1} برای زاویه θ برابر

۷۰ ۱۲۰° برای سامانه بهینه‌شده CO-CO با استفاده از IPS‌های اصلاح‌شده.

جدول (۳-۵): مقادیر بسامدھای ارتعاشی هماهنگ، بر حسب cm^{-1} برای زاویه θ برابر

۷۱ ۱۵۰° برای سامانه بهینه‌شده CO-CO با استفاده از IPS‌های اصلاح‌شده.

فصل اول:
مروی بر مباحث نظری

۱-۱ مقدمه

شیمی شاخه‌ای از علم تجربی است که درباره شناخت خواص، ساختار و ارتباط بین خواص و قوانین مربوط به آنها بحث می‌کند. این علم با ترکیب، ساختار و نیروهایی که این ساختارها را بر پا نگه داشته سروکار دارد [۱].

شیمی فیزیک، گرایشی از شیمی است که بر پایه فیزیک پیشرفت‌های بنا نهاده شده است. اصولاً می‌توان تمام سیستم‌های شیمیایی را با استفاده از نظریه مکانیک کوانتومی شرح داد. این نظریه از لحاظ ریاضی پیچیده بوده و عمیقاً شهودی است. به هر حال در عمل و به طور واقعی تنها بررسی سامانه‌های ساده شیمیایی با مکانیک کوانتومی امکان‌پذیر است و در اکثر موقعیت‌ها باید از تقریب استفاده کرد. بنابر این درک کامل مکانیک کوانتومی برای تمامی مباحث شیمی کاربرد ندارد. زیرا نتایج مهم این نظریه با استفاده از مفاهیم ساده‌تری قابل درک و به کارگیری می‌باشد. با اینکه در بسیاری موارد ممکن است مکانیک کوانتومی نادیده گرفته شود، اما از مفهوم اساسی آن یعنی کوانتومی کردن انرژی نمی‌توان صرف‌نظر کرد. شیمی‌دان‌ها برای بکارگیری کلیه روش‌های طیف نمایی به آثار و نتایج کوانتوم وابسته‌اند [۲].

اهداف شیمی نظری مطالعه و محاسبه خواص زیر است:

- یافتن آرایش هندسی هسته‌ها در حالت پایدار مولکول.

- محاسبه خواص مولکول‌ها (نظیر بارهای اتمی، ممان دو فطیبی، قطبش‌پذیری، پوشیدگی‌ها

و ثابت‌های جفت‌شدگی (NMR).

- محاسبه انرژی‌های مربوط به آرایش‌های هندسی پایدار مولکول‌ها.

- تعیین مسیر و محاسبه سرعت تبدیل یک مولکول پایدار به مولکول پایدار دیگر.

- وابستگی زمانی ساختارهای مولکولی و خواص آنها.

امروزه در مطالعه خواص مولکولی و محاسبه کمیت‌های شیمیایی و فیزیکی مواد از رایانه‌ها

به عنوان ابزار آزمایشگاهی استفاده می‌شود.

یک رابطه متقابل بین شیمی محاسباتی و شیمی نظری وجود دارد و بسط نظریه‌ها باعث ایجاد زمینه‌های محاسباتی دیگری می‌شود. یکی از مسایل اصلی در شیمی محاسباتی، انتخاب روش مناسب نظری برای حل مسئله مورد نظر است.

اگر چه محاسبات مکانیک کوانتومی روی مولکول‌های مهم زیست شناختی، به دلیل اندازه بزرگ آنها فوقالعاده دشوار است، اما زیست شیمیدان‌ها مطالعات مکانیک کوانتومی روی صورت‌بندی‌های مولکول‌های زیست‌شناختی، اتصال آنزیم- سوبسترا^۱ و حلال‌پوشی مولکول‌های زیست‌شناختی را شروع کرده‌اند [۳].

امروزه شرکت‌های متعددی، نرم افزارهایی برای انجام محاسبات شیمی کوانتومی مولکولی تولید کرده و به فروش می‌رسانند که به عنوان نمونه می‌توان به نرم‌افزارهای: گاوسين ۹۸، گاوسين ۲۰۰۳، گاوسين ۲۰۰۹، HyperChem، Spartan، Molpro، Torbomole، GAMESS و اشاره کرد.

۱-۲) روش‌های شیمی محاسباتی

روش‌های شیمی محاسباتی به پنج دسته عمده تقسیم می‌شوند. روش‌های میدان نیرو، روش‌های ساختار الکترونی (شامل روش‌های نیمه‌تجربی و روش‌های از اساس)، روش‌های همبستگی الکترونی، نظریه تابعیت چگالی و روش‌های نسبیتی. در زیر این روش‌ها به اختصار معرفی خواهند شد.

۱-۲-۱) روش میدان نیرو

در روش میدان نیرو^۲ (FF) که به روش مکانیک مولکولی^۳ (MM) نیز معروف است، انرژی الکترونی (E_e) تابعی از موقعیت هسته‌ها و مولکول به مانند مدل گوی و میله در نظر گرفته می‌شود.

-
1. Substrate
 2. Force Field
 3. Molecular Mechanics

پارامترهایی که در تابع انرژی پتانسیل وارد می‌شوند، با یافته‌های آزمایشگاهی تطبیق داده شده‌اند. در مجموع برای حل معادله شرودینگر، جنبه‌های کوانتومی حرکت هسته‌ها حذف می‌شوند و حرکت هسته‌ها با مکانیک سیالات و بر اساس قانون دوم نیوتون توصیف می‌شود. اساس روش میدان نیرو این است که مولکول‌ها ترکیبی از واحدهای ساختمانی در نظر گرفته می‌شوند که در مولکول‌های مختلف یکسان هستند. برای مثال، همه پیوندهای C-H در مولکول‌های مختلف دارای طول موج‌های تعادلی مرجع و ضریب سختی^۱ یکسانی می‌باشند. محاسبات میدان نیرو قادر به پیش‌بینی انرژی‌ها و سد انرژی‌های تبدیل درونی^۲ هم‌صورت‌های^۳ مختلف است. گام‌های اصلی در محاسبات میدان نیرو یافتن انرژی کل E و کمینه کردن آن نسبت به فواصل بین اتمی است. انرژی کل یک سامانه مولکولی به صورت زیر بسط داده می‌شود.

$$E_{FF} = E_{str} + E_{bend} + E_{tors} + E_{vdw} + E_{el} + E_{cross} \quad (1-1)$$

= انرژی مربوط به کشش پیوند بین دو اتم = E_{str}

= انرژی مربوط به تغییر زاویه پیوندی = E_{bend}

= انرژی مربوط به چرخش حول یک پیوند = E_{tors}

= تاثیر جفت شدگی بین سه عبارت اول روی انرژی کل مولکول = E_{cross}

و E_{el} = برهمنکنش بین اتم‌هایی که مستقیماً با یکدیگر پیوند ندارند = E_{vdw}

انرژی‌های مختلف بر حسب فواصل بین اتمی بسط داده می‌شوند و محاسبات در جهت کمینه

کردن انرژی کل معادله (1-1) بهترین مقادیر فاصله‌ها را می‌باید [۳].

1. Force constant
2. Interconversion
3. conformer

۲-۲) روش ساختار الکترونی

اگر سعی در تشریح توزیع الکترون‌ها داشته باشیم، ناچار به استفاده از مکانیک کوانتومی هستیم. الکترون‌ها بسیار ریزند و حرکت و توزیع آنها با مکانیک کلاسیک قابل توصیف نیست و بایستی معادله شرودینگر مستقل از زمان را حل کنیم که به صورت زیراست.

$$H\Psi = E\Psi \quad (2-1)$$

اگر حل ما بدون استفاده از داده‌های آزمایشگاهی باشد روش را از اساس^۱ نامند. در غیر این صورت، آن را روش نیمه تجربی^۲ می‌نامند [۴].

۲-۲-۱) روش‌های نیمه تجربی

دقت نتایج روش‌های نیمه تجربی با میزان کاهش انتگرال‌های دو الکترونی کاهش می‌یابد. این روش فقط به لایه ظرفیت اتم‌ها توجه می‌کند. نقش الکترون‌های مرکزی در بار هسته در نظر گرفته می‌شود و توابعی ساده برای دافعه بین هسته‌ها و الکترون‌ها مورد استفاده قرار می‌گیرد. به علاوه، از یک مجموعه پایه حداقل (تعداد حداقل از توابع مورد نیاز برای تطبیق الکترون‌ها در اتم خنثی) برای توصیف اوربیتال‌های الکترون‌های ظرفیت استفاده می‌شود. بنابر این، (در مجموعه پایه حداقل) هیدروژن یک تابع پایه دارد و برای اتم‌های ردیف دوم و سوم جدول تناوبی تنها به چهار تابع پایه متناظر با اوربیتال‌های s و (p_x, p_y, p_z) احتیاج است. توابع پایه استفاده شده در روش‌های نیمه تجربی از نوع اوربیتال‌های اسلیتری^۳ می‌باشند. فرض اساسی روش‌های نیمه تجربی، تقریب همپوشانی جزئی صفر^۴ (ZDO) است که از تعدادی از همپوشانی‌های توابع پایه وابسته به اتم‌های مختلف که با یکدیگر پیوند ندارند صرفنظر می‌کند. اگر اوربیتال اتمی بر روی اتم A ، μ_A و اوربیتال اتمی واقع بر اتم B ، μ_B باشد، تقریب ZDO بیان می‌کند که $\mu_A \cdot \mu_B = 0$ است، یعنی

1. Ab Initio Method

2. Semiempirical

3. Slater Type Orbital (STO)

4. Zero Differential Overlap

حاصلضرب توابع پایه متعلق به اتم‌های مختلف معادل صفر است، نه اینکه انتگرال چنین حاصلضربی صفر باشد. نتایج این تقریب عبارت است از:

- آرایه همپوشانی به یک آرایه واحد کاهش می‌یابد.

- انتگرال‌های تکالکترونی سه مرکزی (با احتساب عملگر به عنوان یک مرکز) همگی صفر می‌شوند.

- از همه انتگرال‌های دو الکترونی سه و چهار مرکزی که مقادیر آنها به مراتب از مقادیر انتگرال‌های دوالکترونی کوچک‌تر است، صرف‌نظر می‌شود.

برای جبران چنین تقریبی، انتگرال‌هایی که حاوی متغیرهای قابل تنظیم هستند، وارد معادلات می‌شوند. مقادیر این متغیرها بر اساس محاسبات یا یافته‌های آزمایشگاهی هستند. میزان و نوع چشم‌پوشی از انتگرال‌های دو الکترونی و چگونگی پارامتری کردن آن‌ها، روش‌های مختلف نیمه تجربی را بوجود می‌آورد.

- روش AM1: یک روش آسان و سریع با متغیرهای کم است.

- روش PM3: روش خودکاری است که از چند صد مقدار یافته‌های آزمایشگاهی استفاده می‌کند.

- روش ZINDO: برای محاسبه انرژی در حالت برانگیخته بکار می‌رود.

۱-۲-۳-۲) روش‌های از اساس

انرژی مولکول تابعی از موقعیت هسته‌ها است و طبق تقریب بورن-اوپنهایمر هسته‌ها را ساکن در نظر می‌گیریم و فقط موقعیت الکترون‌ها را بررسی می‌کنیم. در تصویر بورن-اوپنهایمر، هسته‌ها بر روی سطح انرژی پتانسیل¹ حرکت می‌کنند که جوابی از معادله شرویدینگر است. PES مستقل از جرم هسته‌ها است و عملگر هامیلتونی الکترونی معمولاً به صورت زیر است.

$$H_e = T_e + V_{ne} + V_{ee} + V_{nn} \quad (3-1)$$

1. potential Energy surface (PES)

از اثرات نسبیتی صرف نظر می‌شود و این اغماض تا عناصر ردیف چهارم جدول تناوبی ($Z < 36$) با خطای ناچیزی همراه است. در روش‌های از اساس مجبور به حل معادله شرودینگر هستیم. معادله شرودینگر فقط برای مولکول H_2^+ و سامانه‌های تک الکترونی مشابه دارای حل جبری دقیق است. معمولاً مجبور به استفاده از روش‌های تقریبی برای حل این معادله هستیم [۵].

۱-۲-۳) نظریه میدان خود سازگار

در این روش با صرفنظر از اثرات نسبیتی، مجبور به استفاده از اثرات کوانتومی اسپین الکترون هستیم. تابع موج الکترونی کل بایستی نسبت به تعویض اسپین‌ها پاد متقارن باشد و اصل طرد پائولی از این ویژگی نتیجه می‌شود. تابع موج کلی یک دترمینان اسلیتری از نوع معادله (۴-۱) است که ستون‌ها به اوربیتال‌های مولکولی (MO) یا توابع موج تک الکترونی مربوط می‌شود و ردیف‌ها مربوط به الکترون‌های مختلف می‌باشند.

$$\Phi_{SD} = \frac{1}{\sqrt{N!}} \begin{vmatrix} \Phi_1(1) & \Phi_2(1) & \cdot & \cdot & \Phi_N(1) \\ \Phi_1(2) & \Phi_2(2) & \cdot & \cdot & \Phi_N(2) \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \Phi_1(N) & \Phi_2(N) & \cdot & \cdot & \Phi_N(N) \end{vmatrix} \quad \text{و } \langle \Phi_i | \Phi_j \rangle = \delta_{ij} \quad (4-1)$$

انرژی یک تابع تقریبی Ψ ، پیشنهاد شده برای یک سامانه از معادله، زیر بدست می‌آید.

$$E_e = \frac{\langle \Psi | \hat{H}_e | \Psi \rangle}{\langle \Psi | \Psi \rangle} \quad (5-1)$$

تابع موج آزمایشی یک تک دترمینان اسلیتری است. از همبستگی ϕ الکترونی صرف‌نظر شده و دافعه الکترون- الکترون یک مقدار میانگین خواهد داشت. با انتخاب یک تابع موج آزمایشی به معادلات هارتی- فاک^۱ می‌رسیم. همانطور که در شکل (۱-۱) نشان داده شده است ، مدل HF نقطه‌ای از درخت محاسبات کوانتومی است که از یک طرف با تقریب‌های دیگر به مدل‌های نیمه

1. Hartree Fock equation

تجربی می‌رسد و از طرف دیگر با دترمینان‌های اضافی به سمت حل دقیق معادله شروдинگر پیش می‌رود [۶].

$$H \Psi = E \Psi$$



Ψ =Single determinant



معادله هارتی-فک

$$\downarrow \quad \downarrow$$

روش‌های از اساس و روش‌های همبستگی الکترونی روش‌های نیمه‌تجربی

شکل (۱-۱): نمایش روش محاسبات کوانتومی.

۱-۲-۴) محاسبات هارتی-فک محدودشده و محدودنشده

هیچ محدودیتی در MOهای بکار رفته برای ساختن دترمینان اسلیتری وجود ندارد. چون این دترمینان بر حسب اسپین اوربیتال‌ها نوشته شده است. تابع موج اوربیتال‌های MO از دو بخش فضایی و اسپینی تشکیل شده است. اگر هیچ محدودیتی بر روی شکل اوربیتال‌های فضایی وجود نداشته باشد، تابع آزمایشی یک تابع موج هارتی-فک محدودنشده^۱ با اوربیتال‌های مختلف برای اسپین‌های مختلف^۲ است. اگر اوربیتال‌های فضایی شامل تعداد زوج الکترون دارای چندگانگی یک باشد، تابع موج، توصیف‌کننده یک آرایش الکترونی با پوسته بسته است، یعنی برای هر اوربیتال دو الکترون، یکی با اسپین α و دیگری با اسپین β ، در نظر می‌گیرد. به چنین تابع موجی تابع موج هارتی-فک محدود شده^۳ گفته می‌شود. اوربیتال‌های فضایی لایه‌باز توسط توابع موج نوع محدودنشده توصیف می‌شوند. به قسمت‌هایی که به صورت دوتایی (α, β) اشغال شده‌اند، همان

1. Unrestricted Hartree-Fock (UHF)
 2. Different Orbitals For Different Spins (DODS)
 3. Restricted Hartree-Fock (RHF)

نیرو اعمال شده و برای قسمت لایه- باز مدل UHF، انرژی مناسبی از اوربیتال را تعیین می‌کند به این روش، روش هارتی- فاک با پوسته باز محدود شده^۱ می‌گویند [۷].

۲-۵) روش‌های همبستگی الکترونی^۲

در روش هارتی- فاک سعی در حل معادله شرودینگر داشتیم و برهم‌کنش واقعی الکترون- الکترون با میانگین این برهم‌کنش‌ها جایگزین شد. اگر چه با استفاده از یک مجموعه پایه بزرگ، تابع موج HF قادر به تعیین ۹۹٪ کل انرژی می‌باشد، لیکن ۱٪ باقیمانده برای توصیف پدیده‌های شیمیایی بسیار مهم است. اختلاف بین انرژی HF و کمترین انرژی ممکن، انرژی همبستگی الکترونی (EC) نامیده می‌شود. مرجع مناسب برای توصیف همبستگی الکترونی، تابع موج محدود شده است، ولی اغلب ترجیح می‌دهند از تابع موج UHF برای گونه‌های لایه- باز استفاده کنند. در مدل RHF، همه الکترون‌ها در اوربیتال‌های مولکولی جفت شده‌اند دو الکtron در یک MO، فضای فیزیکی یکسانی را اشغال می‌کنند و تفاوت آنها فقط در اسپین آنها است. همپوشانی فضایی بین چنین زوج الکترون‌هایی دقیقاً یک است. در حالی که همپوشانی بین دو الکترون متعلق به زوج‌های مختلف دقیقاً صفر است، زیرا MO‌ها متعامد هستند. این موضوع بدین معنی نیست که دافعه‌ای بین الکترون در MO‌های مختلف وجود ندارد (برای $i \neq j$ ، $\langle \Phi_i | g | \Phi_j \rangle = 0$ است ولی انتگرال‌های $\langle \Phi_i | g | \Phi_j \rangle$ و $\langle \Phi_i \Phi_j | g | \Phi_i \Phi_j \rangle$ ضرورتاً صفر نیستند، گ عملگر دو الکترونی می‌باشد).

از آنجایی که انتگرال‌های دافعه الکترون- الکترون تولید اوربیتال‌های مولکولی می‌کنند، انتظار داریم که همبستگی بین زوج الکترون‌های متعلق به MO‌های فضایی یکسان قسمت اعظم همبستگی الکترونی را شامل شوند. به هر حال وقتی اندازه مولکول بزرگ شود، تعداد زوج الکترون‌های متعلق به MO‌های فضایی مختلف سریع‌تر از آنهاست که متعلق به MO یکسان هستند، رشد می‌کنند. از آنجایی که همبستگی بین اسپین‌های مخالف دارای دو نوع سهم درون و برون اوربیتالی است سهم آن بیشتر از سهم همبستگی بین الکترون‌های با اسپین یکسان است. از اصل

1. Restricted Open Shell Hartree-Fock (ROHF)

2. Electron Correlation Methods