

DFT Theory

basic concepts 基本概念：如何计算

Hohenberg-Kohn 1st Theorem :

The ground-state energy from Schrodinger's equation is a unique functional of the electron density.

OR

ground state electron density uniquely determines all properties: energy/ wavefunction.

基态能量是电子密度的泛函 基态电子密度唯一地决定能量、波函数。

问题：泛函形式未知

David S. Sholl, *Density functional Theory*

Hohenberg-Kohn 2nd Theorem :

The electron density that minimizes the energy of the overall functional is the true electron density corresponding to the full solution of the schrodinger equation.

使这个泛函结果（能量）最低的电子密度是薛定谔方程的解

->如果知道了泛函的形式，那么就可以计算出基态电子密度

$n(r)$, 或者基态电子密度

基态电子密度 $n_{\{r\}} = 2\sum \phi_i^*(r)\phi_i(r)$

更清楚一点

$n_{\{x,y,z\}} = 2\phi_1^*(x,y,z)\phi_1(x,y,z) + 2\phi_2^*(x,y,z)\phi_2(x,y,z) + 2\phi_3^*(x,y,z)\phi_3(x,y,z) + \dots$

缩成一维：

$n_{\{x\}} = 2\phi_1^*(x)\phi_1(x) + 2\phi_2^*(x)\phi_2(x) + 2\phi_3^*(x)\phi_3(x) + \dots$ ，对所有电子

是个期望值一样的东西

泛函的具体形式 the energy functional = ?

对于单个电子已知如下：

$E[\phi_i(r)] = E_{\{known\}}[\phi_i(r)] + E_{\{unknown\}}[\phi_i(r)]$

方括号是泛函的意思。类似于函数，把圆括号变成方括号 $n(r) \rightarrow E[n(r)]$

$E_{\{known\}}$ 是已知的能量泛函，包括电子动能，电子-核与电子-电子

$E_{\{unknown\}}$ 是未知的能量泛函：交换能

其中

$$E_{\text{known}}[\phi_i(r)] = \frac{-\hbar^2}{2m} \int \nabla^2 \phi_i(r) d^3r + \int V(r) n(r) d^3r + e^2/2 \int \int \frac{n(r)n(r')}{|r-r'|} d^3r d^3r' + E_{\text{ion}}$$

缩成一维，对于0号电子 ϕ_0

$$E_{\text{known}}[\phi_0(x)] = \frac{-\hbar^2}{2m} \int \phi_0''(x) \phi_0'(x) dx + \int V(x) n(x) dx + e^2/2 \int \int \frac{n(x)n(x')}{|x-x'|} dx dx' + E_{\text{ion}}$$

(不太清楚为什么会有一个求和)

由于前述 $n(r) = 2 \sum \phi_i^*(r) \phi_i(r)$

所以虽然不知道是否合理，但是推导出来这个公式，即 ϕ 和 $n(r)$ 有同样的泛函？

$$E[2 \sum \phi_i^*(r) \phi_i(r)] = E_{\text{known}}[2 \sum \phi_i^*(r) \phi_i(r)] + E_{\text{unknown}}[2 \sum \phi_i^*(r) \phi_i(r)]$$

也就是说泛函的形式是 $E[] = E_{\text{known}}[] + E_{\text{unknown}}[]$

问题：解不出来电子密度 $n(r)$ 因此需要 kohn sham 方程解 $n(r)$

Kohn-Sham equation

Kohn-Sham equation 是用来找电子密度，即 $n(r)$:

Kohn-Sham 方程是:

$$\left[\frac{-\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V(r) + V_H(r) + V_{XC}(r) \right] \phi_i(r) = \epsilon_i \phi_i(r)$$

其中

$V(r)$ 是薛定谔方程中已知的，是电子和所有原子核的相互作用

$V_H(r)$ 是 hartree potential，是 coulomb repulsion between "this electron" and "the total electron density"，或者说电子 i 和整个电子密度 $n(r)$ 之间的 coulomb repulsion

$V_H(r) = e^2 \int \frac{n(r')}{|r-r'|} d^3r'$ 理解为以 r 点的坐标向外积分？

V_{XC} 是未知的，虽然有 $V_{XC} = \frac{\delta E_{XC}(r)}{\delta n(r)}$

用人能看懂的方法重新写

对于0号电子,其具有能量 ϵ_0 ，缩到一维，波函数满足

$$\left[\frac{-\hbar^2}{2m} \phi_0''(x) + V(x) + e^2 \int \frac{n(x')}{|x-x'|} dx' + V_{XC}(x) \right] \phi_0(x) = \epsilon_0 \phi_0(x)$$

递归求解

1\ 猜测一个 初始电子密度

guess a initial trial electron density $n(r)$

2\ 解 kohn sham 方程，得到每一个电子的波函数

solve the kohn-sham equation with $n(r)$, get the $\phi(r)$

3\ 计算新的电子密度

通过 $n(r) = 2 \sum \phi_i^*(r) \phi_i(r)$

4\ 调整电子密度递归运算

结论：

通过 Hohenberg-Kohn定理和Kohn-Sham方程，距离比较精确地求解薛定谔方程目前只差一个合适的 E_{XC} 泛函

寻找合适的 E_{XC} 泛函

LDA近似：计算Exc的一种方式

如前文所讲Exc泛函是很难知道形式的。

Exc只在一种情况下可以知道形式:当 $n(r)$ =常数，即uniform electron gas

$V_{XC}(r) = V^{\text{electron gas}}_{XC}[n(r)]$

*防止混淆,左边是函数 $V_{XC}()$ ，右边是泛函 $V^{\text{electron gas}}_{XC}[]$

使用LDA近似后，可以精确地解薛定谔方程，但是这个解不是真实解，因为薛定谔方程中的Exc是假的

GGA

Use local electron density and the local gradient in the electron density calculation

局部电子密度，和局部电子密度的梯度

主流有：PW91 和 PBE

reference book 参考书

David S. Sholl, *Density functional Theory*

Kittel, *solid state physics*

Dehoff *Thermodynamics*

Syntax highlighted code block

```
# Header 1
## Header 2
### Header 3
```

```
- Bulleted
- List
```

```
1. Numbered
```

2. List

Bold and *Italic* and ``Code`` text

[Link](url) and ![Image](src)

For more details see [GitHub Flavored Markdown](#).

Jekyll Themes

Your Pages site will use the layout and styles from the Jekyll theme you have selected in your [repository settings](#). The name of this theme is saved in the Jekyll `_config.yml` configuration file.

Support or Contact

Having trouble with Pages? Check out our [documentation](#) or [contact support](#) and we'll help you sort it out.