A Projector Augmented Wave Formulation of the Hartree-Fock and KLI Approximations

Xiao Xu, N. A. W. Holzwarth

Wake Forest University

March 24, 2011

< <p>> < <p>> < <p>> <</p>



- Motivation of this work: Why? orbital dependent functionals + PAW
- Review of All Electron Hartree-Fock Theory and KLI Approximation, present the implementation and results.
- Explain: Implementation of frozen core orbital approximation.
- Show: How to using Hartree-Fock and KLI within ATOMPAW framework.
- Show: How to use KLI within plane wave PAW framework.
- Conclusions



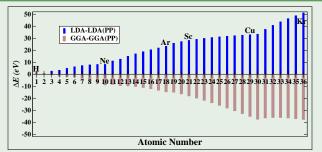
- Advantages: Orbital dependent functional can avoid self-interaction error by using functionals, like Fock exchange.
 PAW : treat multiple moments at higher accuracy.
- In 2009 APS meeting, we reported our all electron OEP(Optimized Effective Potential) results, frozen core approximation scheme, as well as ATOMPAW+OEP Later on, when implementing Plane wave PAW+OEP, we realize that OEP can not be well easily treated within the traditional PAW formalism because its inherent need to represent rapidly varying functions. Therefore, in this work, we take first order approximation of OEP, which is KLI* method, and combine it with PAW.
- Continue: PAW + HF
- * J. B. Krieger, Y. Li and G. J. lafrate: Phys. Rev. A 45 (1992) 101

Motivation and Outline

Hatree-Fock Theory and KLI Approximation Frozen core orbital approximation Atompaw of HF and KLI Planwave representation of HF and KLI Conclusion

Motivation: Magnitude of self-interaction error





- The magnitude of self-interaction error is between 10ev-50ev.
- LDA overestimates xc energy, and GGA underestimates.

Post processing example: Harl, Schimka, and Kresse, PRB 81, 115126 (18pp) (2010).

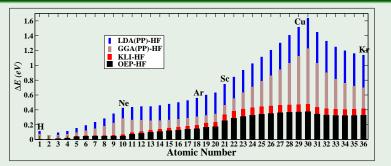
Image: A matrix

Motivation and Outline

Hatree-Fock Theory and KLI Approximation Frozen core orbital approximation Atompaw of HF and KLI Planwave representation of HF and KLI Conclusion

Motivation: Non-self-consistent post processing VS Self consistent

(Post Processing - HF) VS (Self Consistent(Orbital Dependent) - HF)



- Comparing total energy of LDA,GGA,OEP and KLI with Hartree-Fock(lowest reference) results.
- Conclusion: Self-consistent calculation with orbital dependent functional (OEP,KLI) can further increase the accuracy.
- As a first order approximation , KLI and OEP total energy are quite close.

Review: All Electron Hartree-Fock Theory

Within Hartree-Fock theory, the Fock exchange energy is given by:

$$E_{x} = -\frac{e^{2}}{2} \sum_{\rho q} \delta_{\sigma_{\rho}\sigma_{q}} \int d^{3}r \int d^{3}r' \frac{\Psi_{\rho}^{HF*}(\mathbf{r})\Psi_{q}^{HF}(\mathbf{r})\Psi_{q}^{*HF}(\mathbf{r}')\Psi_{\rho}^{HF}(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r}-\mathbf{r}'|}$$
(1)

We define the derivatives of Fock exchange term with respect to the orbitals as the **Exchange Kernel Function** (non-local term):

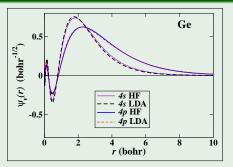
$$X_{\rho}(\mathbf{r}) = \frac{\partial E_{x}}{\partial \Psi_{\rho}^{HF*}(\mathbf{r})} = -e^{2} \sum_{q} \delta_{\sigma_{\rho}\sigma_{q}} \Psi_{q}^{HF}(\mathbf{r}) \int d^{3}r' \frac{\Psi_{q}^{HF*}(\mathbf{r}')\Psi_{\rho}^{HF}(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$
(2)

The Hartree-Fock equation , in terms of the radial part can be written as:

$$H^{HF}\psi_{\rho}^{HF}(r) + X_{\rho}(r) - \sum_{q} \lambda_{q\rho}\psi_{q}^{HF}(r) = 0$$
(3)

Result of Hartree-Fock Atom Implementation

Radial wavefunction for Ge



Radial wavefunction for Ge, comparing Kohn-Sham(LDA) and Hartree-Fock(HF)

< <p>Image: A marked black

Xiao Xu and N. A. W. Holzwarth : Phys. Rev. B 81 245105 (14pp) (2010)

Review: All Electron KLI Theory

From Hartree-Fock \rightarrow Kohn-Sham

$$H^{HF}\Psi^{HF}_{
ho}({f r})+X_{
ho}({f r})
ightarrow H^{
m KS}\Psi^{
m KS}_{
ho}({f r})$$

Where

$$X_{
ho}(\mathbf{r})
ightarrow V_{x}(\mathbf{r}) \Psi_{
ho}^{\kappa s}(\mathbf{r})$$

 $\mathsf{OEP} \to \mathsf{KLI} \ \mathsf{Equation^*}$

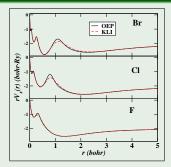
$$V_x(r)
ho(r) = \sum_q N_q \Psi_q(r) X_q(r) + \sum_q (ar{V}_{xq} - ar{U}_{xq}) N_q \Psi_q^2(r)$$
 ψ
 $A ar{V}_x = B$

* J. B. Krieger, Y. Li and G. J. lafrate: Phys. Rev. A 45 (1992) 101 * J. B. Krieger, Y. Li and G. J. lafrate: Phys. Rev. A 46 (1992) 5453

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

Result of KLI Atom implementation

Comparing Exchange Potential between OEP and KLI



• Comparison of OEP and KLI of $V_x(r)$ for Br, Cl and F in their ground states.(with different shell structure)

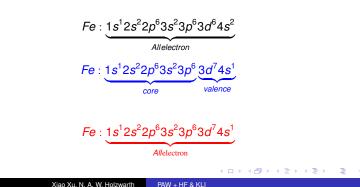
Observation Energy, exchange potential are quite close between KLI and OEP

Wavefunctions are almost identical.

Xiao Xu, N, A, W, Holzwarth

Review:Frozen core approximation

After all-electron atom calculation, the next necessary step is to test frozen core calculations's accuracy, which served as a indicator of accuracy in the future material calculations. The fundamental notion of the frozen core approximation is that the inner shell electrons of any atom remain approximately constant and insensitive to a variety of atomic bonding and compositional environments.



Frozen core Approximation : core-valence exchange energy

How to represent the core valence interaction (core effects)?

Frozen Core Potential Approximation

Core-Valence interaction

$$E_x^{cv} = \int V_x^{cv}(r)\rho_v(r)dr$$

 $V_x^{cv}(r)$ is frozen.

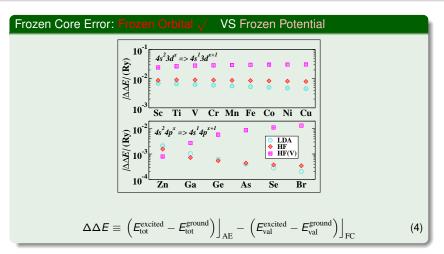
Frozen Core Orbital Approximation $\sqrt{}$

Core-Valence interaction

$$E_{x}^{vc} = -\frac{e^{2}}{2} \sum_{vc} \delta_{\sigma_{v}\sigma_{c}} \int \int d^{3}r d^{3}r' \frac{\Psi_{v}^{*}\Psi_{c}\Psi_{v}\Psi_{c}^{*}}{|\mathbf{r}-\mathbf{r}'|}$$

 $\Psi_c(r)$ are frozen.

Result: Frozen core error



Xiao Xu and N. A. W. Holzwarth : Phys. Rev. B 81 245105 (14pp) (2010)

Review:PAW

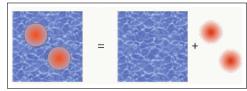
Atom centered functions needed for PAW calculation

 $\begin{array}{c} \textbf{Symbol} \\ \phi_j^a(\textbf{r}) \\ \widetilde{\phi}_j^a(\textbf{r}) \\ \widetilde{P}_j^a(\textbf{r}) \end{array}$

Meaning AE basis function PS basis function Projector function $\begin{array}{l} \textbf{Properties} \\ \text{AE Kohn-Sham eigenstate} \\ \text{Constructed}; \widetilde{\phi}_i^a(\textbf{r}) \equiv \phi_i^a(\textbf{r}) \text{ for } r \geq r_c^a \\ \widetilde{P}_i^a(\textbf{r}) \equiv 0 \text{ for } r \geq r_c^a \text{ and } \langle \widetilde{P}_i^a | \widetilde{\phi}_i^a \rangle = \delta_{ij} \end{array}$

PAW transformation from $PS\widetilde{\Psi}_n(r) \rightarrow AE\Psi_n(r)$

$$\Psi_n(r) = \widetilde{\Psi}_n(r) + \sum_{ai} \underbrace{(\phi_i^a(r) - \widetilde{\phi}_i^a(r))}_{Corrections} \left\langle p_i^a \mid \widetilde{\Psi}_n \right\rangle$$



P. E. Blöchl, Phys. Rev. B 50, 17953 (1994).

Xiao Xu, N. A. W. Holzwarth

PAW + HF & KLI

Review:PAW

Kohn-Sham equations in PAW formalism

$$H^{PAW} - \varepsilon_p O \tilde{\Psi}_p(r) = 0$$

PAW Hamiltonian

$$H^{PAW} = \tilde{H}(r) + \sum_{a,ij} \left| \tilde{P}^{a}_{i} \right\rangle \underbrace{D^{a}_{ij}}_{confined} \left\langle \tilde{P}^{a}_{j} \right|$$

PAW Matrix Elements

$$D_{ij}^{a} = \left\langle \phi_{i}^{a} \right| H \phi_{j}^{a} - \left\langle \tilde{\phi}_{i}^{a} \right| \tilde{H} \tilde{\phi}_{j}^{a}$$

PAW Overlap Function

$$\begin{split} \mathcal{O} &= 1 + \sum_{a,ij} \left| \tilde{P}_i^a \right\rangle \mathcal{O}_{ij}^a \left\langle \tilde{P}_j^a \right| \\ \mathcal{O}_{ij}^a &= \left\langle \phi_i^a \mid \phi_j^a \right\rangle - \left\langle \tilde{\phi}_i^a \mid \tilde{\phi}_j^a \right\rangle \end{split}$$

Atompaw Hartree Fock

Hartree Fock equation \implies PAW

$$H_{HF}^{PAW}(\mathbf{r})\tilde{\Psi}_{v}^{HF}(\mathbf{r}) + X_{v}^{PAW}(\mathbf{r}) - \sum_{q} \lambda_{qv} O_{HF}^{PAW}\tilde{\Psi}_{q}^{HF}(\mathbf{r}) = 0$$

Hamiltonian like term \rightarrow pesudo + one center

$$H_{HF}^{PAW}(r) = \tilde{H}^{HF} + \sum_{aij} \left| \tilde{P}_{i}^{a} \right\rangle D_{ij}^{a, HF} \left\langle \tilde{P}_{j}^{a} \right|$$

Exchange kernel \rightarrow pseudo + one center

$$X_{v}^{PAW}(\mathbf{r}) = \tilde{X}_{v}(\mathbf{r}) + \sum_{ai} \left| \tilde{P}_{i}^{a} \right\rangle X_{iv}^{a}.$$

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

Both $D_{ij}^{a,HF}$ and X_{iv}^{a} contain the core-valence contributions. Xiao Xu and N. A. W. Holzwarth : Phys. Rev. B 81 245105 (14pp) (2010)

Motivation and Outline Atompaw of HF and KLI Planwave representation of HF and KLI

Atompaw KLI

AE KLI Equation

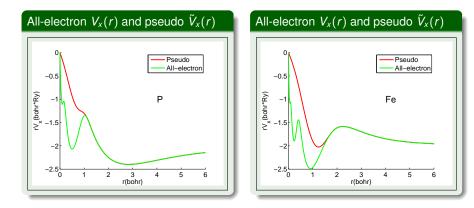
$$V_x(r)\rho(r) = \sum_q N_q \Psi_q(r) X_q(r) + \sum_q (\bar{V}_{xq} - \bar{U}_{xq}) N_q \Psi_q^2(r)$$

∜

Atompaw KLI Equation

$$\begin{split} \widetilde{V}_{x}\widetilde{\rho} &= \sum_{q} N_{q}\widetilde{\Psi}_{q}\widetilde{X}_{q} + \sum_{q} (\overline{V}_{xq} - \overline{U}_{xq})N_{q} \left| \widetilde{\Psi}_{q} \right|^{2} \\ V_{x}^{a}\rho^{a} &= \sum_{q} N_{q}\Psi_{q}^{a}X_{q}^{a} + \sum_{q} (\overline{V}_{xq} - \overline{U}_{xq})N_{q} \left| \Psi_{q}^{a} \right|^{2} \\ \widetilde{V}_{x}^{a}\widetilde{\rho}^{a} &= \sum_{q} N_{q}\widetilde{\Psi}_{q}^{a}\widetilde{X}_{q}^{a} + \sum_{q} (\overline{V}_{xq} - \overline{U}_{xq})N_{q} \left| \widetilde{\Psi}_{q}^{a} \right|^{2} \\ \rho(r) \rightarrow \widetilde{\rho}(r) + \sum_{a} (\rho^{a}(r) - \widetilde{\rho}^{a}(r)) \end{split}$$

Result:Atompaw KLI





Pseudo Exchange Energy

$$\tilde{E}_{x} = -\frac{e^{2}}{4}\sum_{nk,n'k'}f_{nk}f_{n'k'}\int\int d\mathbf{r}d\mathbf{r}'\frac{\tilde{\rho}_{nk,n'k'}(\mathbf{r})\tilde{\rho}_{nk,n'k'}^{*}(\mathbf{r})}{|\mathbf{r}-\mathbf{r}'|}$$

where:

 $\tilde{\rho}_{nk,n'k'}(\mathbf{r}) = \tilde{\Psi}_{nk}^{*}(\mathbf{r})\tilde{\Psi}_{n'k'}(\mathbf{r}) + \widehat{\rho}_{nkn'k'}(\mathbf{r}) \leftarrow \text{compensation pair charge}$

Plane wave representation of \tilde{E}_x

$$\widetilde{E}_{x} = -\frac{\boldsymbol{e}^{2}\pi}{V}\sum_{\boldsymbol{n}\boldsymbol{k},\boldsymbol{n}'\boldsymbol{k}'}f_{\boldsymbol{n}\boldsymbol{k}}f_{\boldsymbol{n}'\boldsymbol{k}'}\sum_{\boldsymbol{G}}\frac{|\widetilde{\rho}_{\boldsymbol{n}\boldsymbol{k},\boldsymbol{n}'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{G})|^{2}}{|\boldsymbol{k}-\boldsymbol{k}'-\boldsymbol{G}|}$$

イロト イ理ト イヨト イヨト

Ivan Duchemin, Francois Gygi: Computer Physics Communications 181(5) (2010)



Pseudo Exchange kernel

$$\begin{split} \widetilde{X}_{nk}(\mathbf{r}) &= -\frac{1}{2} \sum_{n'k'} f_{n'k'} \widetilde{W}_{nk,n'k'}(\mathbf{r}) \widetilde{\Psi}_{n'k'}(\mathbf{r}) \\ \widetilde{W}_{nk,n'k'}(\mathbf{r}) &= e^2 \int d^3 r' \frac{\widetilde{\rho}_{nk,n'k'}(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = \sum_G \widetilde{W}_{nk,n'k'}(\mathbf{G}) e^{-i(\mathbf{k} - \mathbf{k}' - \mathbf{G}) \cdot \mathbf{r}} \end{split}$$

Plane wave representation of $\tilde{W}_{nk,n'k'}$

$$\tilde{W}_{nk,n'k'}(\mathbf{G}) = \frac{4\pi e^2}{V} \frac{\rho^*_{nk,n'k'}(\mathbf{G})}{|\mathbf{k} - \mathbf{k}' - \mathbf{G}|}$$

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

Ivan Duchemin, Francois Gygi: Computer Physics Communications 181(5) (2010)

Plane wave PAWKLI equation

Pseudo
$$\tilde{V}_{x}(\mathbf{r}) = \frac{1}{\tilde{\rho}(\mathbf{r})} \{ \sum_{nk} f_{nk} \tilde{\Psi}_{nk}(\mathbf{r}) \tilde{X}_{nk}(\mathbf{r}) + \sum_{nk} f_{nk} \left| \tilde{\Psi}_{nk}(\mathbf{r}) \right|^{2} (\bar{V}_{nk}^{x} - \bar{U}_{nk}^{x}) \}$$

One center $V_{x}^{a}(\mathbf{r}), \tilde{V}_{x}^{a}(\mathbf{r})$
Full PWPAW KLI equation

$$\sum_{n'k'} (\delta_{nk,n'k'} - f_{n'k'} \Gamma_{nk,n'k'}^{PAW}) \Delta_{n'k'} - \sum_{c} N_{c} \Gamma_{nk,c}^{PAW} \Delta_{c} = \Xi_{nk}^{PAW} - \bar{U}_{x,n'k'}$$

$$\sum_{c'} (\delta_{cc'} - N_{c'} \Gamma_{cc'}^{PAW}) \Delta_{c'} - \sum_{n'k'} f_{n'k'} \Gamma_{nk,c}^{PAW} \Delta_{n'k'} = \Xi_{c}^{PAW} - \bar{U}_{x,c'}$$

where

$$\overline{V}_{x,nk} = \Delta_{nk} + ar{U}_{x,n'k'}$$
 $ar{V}_{x,c} = \Delta_c + ar{U}_{x,c}$

イロト イ団ト イヨト イヨト

크

Conclusion & Acknowledgments

- Incorporated: Frozen core orbital approximation within PAWHF & PAWKLI.
- Implementation + Result: Atompaw-Hartree-Fock* & Atompaw-KLI
- Implementation : Plane wave PAW + KLI

*Xiao Xu and N. A. W. Holzwarth : Phys. Rev. B 81 245105 (14pp) (2010)

Acknowledgments

This work was supported by NSF grants DMR-0427055 and DMR-0705239. Computations were performed on the Wake Forest University DEAC cluster. We would like to thank Alan Wright and Normand Modine of Sandia National Laboratory for their helpful advice and many discussions.

< < >> < <</p>