印加電圧を用いた電子注入と電界効果で誘起される ヘテロ界面系の電子状態変化

(分子科学研究所) 〇飯田 健二、野田 真史、信定 克幸

Electronic Structure Change of Hetero-Interface System Induced by Electron Injection and Electric-Field Effect with Applied Bias

(Institute for molecular science) OKenji Iida, Masashi Noda, Katsuyuki Nobusada

[緒言] ヘテロ界面系への電圧印加はトランジスターやダイオード等の多くの電子デバイスで利用 される事から、これまで広く研究が進められてきた。近年ではグラフェンや遷移金属カルコゲナ イド等の二次元層状物質の開発が進むにつれ、それらを組み合わせたナノ界面系のデバイスへの 応用が進められている[1]。しかし応用工学的な研究の急激な広がりに比べ、そのメカニズムにつ いての基礎的理解は余り進んでいない。

電圧印加による電子状態変化は、フェルミレベルシフト及び電極電場の二つの寄与によるとみ なす事が出来る。例えば、フェルミレベルシフトが酸化還元反応の起因であり、電極電場により 二層グラフェンのバンドギャップが制御できる事が知られている。これら個々の寄与に着目した 理解は徐々に進められてきたが、ヘテロ界面系では両者が何れも大きく寄与する。従って、新奇 デバイスの開発の為には、両者の複合的な作用の機構を解明する事が求められるが、その複雑さ から理論的解明はこれまで殆ど進んでこなかった。

そこで本研究では、電圧印加によるフェルミレベルシフト及び電極電場の何れも露わに考慮す る事が出来る理論的手法を開発し、これを我々のグループで開発が進められている第一原理計算 プログラムGCEED[2]へ実装した。この開発した手法を用いて、グラフェンを用いたヘテロ界面系 の電圧印加による電子状態変化の機構解明を行った。

[方法] 対象とするヘテロ界面系を図1に示す。導体1,2及び誘電体A,Bは古典的なマクロモデルとして扱い、印加電圧下での注目領域の電子状態を開放系に対する量子力学に立脚した方程式である有限温度密度汎関数理論(FT-DFT)[3]で記述する。この電極電圧を露わに考慮したFT-DFT方程式は以下の様に与えられる。

(1)

(2)

$$\left[H_{iso}+V_{ele}\right]\left|\varphi_{i,k}(\mathbf{r})\right\rangle=\varepsilon_{i,k}\left|\varphi_{i,k}(\mathbf{r})\right\rangle$$

ここで H_{iso} は孤立系のハミルトニアン、 V_{ele} が電極電圧による外場である。各状態(i, k)の占有数 $n_{i,k}$ は以下のフェルミ-ディラック分布で与えられる。

$$n_{i,k} = \left\{ 1 + \exp\left(\frac{\varepsilon_{i,k} - \mu}{k_B T}\right) \right\}^{-1}$$

ここで k_B はボルツマン定数、Tは温度、 $\epsilon_{i,k}$ は各状態の固有エ ネルギーであり、 μ は電位 ν 及び参照電極電 ω と次式で関係 づけられる。



図1. 対象とする系。

$$v = -\frac{\mu}{e} - v_0 \tag{3}$$

次に、導体が完全導体である事及び印加電圧が $V_{\rm G}$ に固定されているという条件から、導体1,2の表面電荷密度 Q_1, Q_2 及び注目系の表面電荷密度 Q_o と分極密度 M_o についての以下の式が得られる。

$$V_{ele}(z) = 2\pi \frac{(Q_2 + Q_0 - Q_1)}{\varepsilon_A} (z_0 - z_1) + 2\pi (Q_2 - Q_1) (z_0 - z_0') + \pi Q_0 (z_0 - z_0') + 4\pi M_0$$
(4)

$$V_{\rm G} = 2\pi \frac{(Q_2 - Q_0 - Q_1)}{\varepsilon_B} (z_0' - z_2) + 2\pi \frac{(Q_2 + Q_0 - Q_1)}{\varepsilon_A} (z_1 - z_0) + 2\pi (Q_2 - Q_1) (z_0 - z_0') - 4\pi M_0$$
(5)
$$Q_1 + Q_0 + Q_3 = 0$$
(6)

 Q_{o}, M_{o} はFT-DFT方程式から得られるので、式(4), (5), (6)より V_{ele} を求める事が出来る。本手法では、 FT-DFT方程式と式(4), (5), (6)を自己無撞着となるまで繰り返し計算する事で印加電圧 V_{G} 下での電 子状態を算出する。

[結果と考察] 図2はシリカ-グラフェン-窒化ホウ素からなるヘテロ界面系の電子状態の電圧依存 性である。グラフェンと窒化ホウ素一層を露わに扱い、残りは誘電体としている。電圧はシリカ を挟んだ電極-グラフェン間に印加している為、シリカの膜厚が電極電場の強さや帯電量に大きく 寄与し、ここではこの膜厚は300 nm としている。青で示したグラフェンのディラック点のエネル ギー(*E*_D)に対するフェルミレベル(*E*_F)の相対位置は電圧印加に伴い上昇している一方、赤で示した *E*_F に対するコンダクションバンドのエネルギー(*E*_C)は下降している。そして両者の変化は絶対値

では何れも 0.21 eV となっている。この様なグラフェ ンを用いたヘテロ界面系の電子状態変化は、電界効 果トランジスターへの応用が期待される事から実験 的にも研究されており、本結果と定性的に一致する 振る舞いをする事が報告されている[1]。

図 3 は電圧印加による電子状態変化の模式図であ る。窒化ホウ素が絶縁体である一方でグラフェンが 半金属的な電子物性を持つ為に、グラフェンのディ ラックコーンの占有度で $E_F - E_D$ は主に決定され、こ の電圧印加による変化はディラック点近傍の状態密 度が小さい事に由来する。一方、 E_C は主に窒化ホウ 素由来であるので、 $E_C - E_F$ の V_{ele} による変化はグラ フェンと窒化ホウ素間の距離にも依存する。ここで は、この距離が電極-グラフェン間の距離に対して十 分小さい為に、 $E_C - E_F$ は $E_F - E_D$ と同程度となる。当 日は誘電体膜の膜厚に対する依存性についても報告 する予定である。

[文献] [1] L. Britnell et al., *Science*, **335**, 947 (2012); H. Yang, et al., *Science*, **336**, 1140 (2012); S. Parui, et al., *Adv. Funct. Mater.*, **25**, 2972 (2015). [2] M. Noda, et al., *J. Comput. Chem.* **265**, 145 (2014). [3] N. D. Mermin, *Phys. Rev.*, **137**, A1441 (1965).



図 2. フェルミレベル(E_F)に対するディ ラック点(E_D :
)とコンダクションバン ド(E_C :
•)の相対エネルギー。



図 3. 電圧印加による電子状態変化の 模式図。