# Perhitungan Konstanta Dielektrik Lapisan Tipis Graphene Monolayer Si-Face Hasil Pengukuran Synchrotron dengan Metode Kramers-Kronig dan Newton-Raphson

Lisa' Yihaa Roodhiyah<sup>1\*</sup>, Andrivo Rusydi<sup>2</sup> dan Iman Santoso<sup>1\*\*</sup>

<sup>1</sup>Jurusan Fisika, Fakultas Matematika dan Ilmu Pengetahuan Alam,

Universitas Gadjah Mada, Yogyakarta 55281, Indonesia

<sup>2</sup>Department of Physics, National University of Singapore, Singapore 117542, Singapore

\*\*Email: iman.santoso@ugm.ac.id

Abstrak – Telah dilakukan perhitungan konstanta dielektrik nanostruktur epitaxial graphene monolayer pada substrat Si-face SiC dari hasil pengukuran data reflektivitas dengan metode Kramers-Kronig dan Newton-Raphson. Data yang digunakan yaitu data reflektivitas pada rentang energi 0.5 - 30 eV dari pengukuran di Hasylab Synchroton. Metode Kramers-Kronigmenghasilkan beda fase  $\delta$  dan dengan menggunakan persamaan Fresnel dan persamaan Snelliusdigunakan untuk mengekstraksi konstanta dielektrik. Permasalahan pencarian titik nol dalam persamaan Fresnel ketika mengekstraksi konstanta dielektrik dapat diselesaikan dengan metode numerik Newton-Raphson. Hasil yang digunakan untuk mengekstraksi konstanta dielektrik graphene monolayer Si-face, 2) adanya puncak absorbsi asimetri pada energi 4,6, 6,1 dan 8,4 eV ditinjau dari bagian imajiner konstanta dielektrik dan indeks bias, 3) puncak pada energi 6,1 dan 8,4 eV berasal dari resonansi exitonic akibat adanya interaksi elektron-elektron dan elektron-hole dan puncak pada energi 4,6 eV berasal transisi antar pita (interband) dari  $\pi$  band ke  $\pi^*$  band yang dimiliki material graphene monolayer.

Kata kunci : Graphene, Konstanta dielektrik, Kramers-Kronig, Newton-Raphson, synchrotron

**Abstract** – Calculation of the dielectric constant of epitaxial monolayer-graphene nanostructure grown on Si-face SiC substrate of reflectivity measurement using Kramers-Kronig and Newton-Raphson method has been done. The data was taken from Reflectivity datameasured fromHasylab Synchrotron radiation with energy of 0.5-30 eV. The result of Kramers-Kronig method is phase shift  $\delta$ . Using Fresnel and Snellius equation the phase shift can be used to extract the dielectric constant. The problem in determining the root of Fresnel equation is resolved using Newton-Raphson method. The results showed three important things : 1) the method of Kramers-Kronig and Newton-Raphson can be used to extract the dielectric constant of Si-face monolayer graphene, 2) asymmetric absorption peak at 4,6, 6,1 and 8,4 eV in terms of the imaginary part of the dielectric constant and refractive index, 3) The asymmetric absorption peak at 6,1 and 8,4 eV are originally from excitonic resonance arising from a background single-particle continuum of dipole forbidden transitions whereas the asymmetric absorption peak at 4,6 eV is originally from interband transition of graphene from  $\pi$  band to  $\pi^*$  band.

Keywords: Graphene, Dielectric constant, Kramers-Kronig, Newton-Raphson, synchrotron.

## I. PENDAHULUAN

Metode pengkajian konstanta dielektrik ( $\varepsilon$ ) menggunakan pendekatan makroskopis yang banyak digunakan seperti pemodelan fungsi dielektrik misalnya model Drude-Lorentz, Sellmeier dan Cauchy diketahui masih mempunyai beberapa kelemahan dalam penerapannya, antara lain yaitu untuk model Drude-Lorentz, diperlukan sistem banyak osilator dengan jumlah parameter yang banyak untuk mengekstraksi konstanta dielektrik dan indeks bias pada data dengan rentang energi yang lebar sehingga kurang efisien dalam pengerjaannya, untuk model Sellmeier dan Cauchy, hanya berlaku untuk daerah non-dispersif, sedangkan untuk metode numerik inversi Gauss-Newton, diperlukan pengelolaan matriks invers pada metode NewtonRaphson multivariable yang tidak mudah dan memerlukan tingkat ketelitian yang tinggi untuk data dengan rentang energi yang lebar.Dalam penelitian ini, metode Kramers-Kronig diasumsikan akan lebih mudah. Hal ini karena metode Kramers-Kronig menggunakan prinsip relasi bagian imajiner dan bagian real dari suatu fungsi kompleks, dimana jika bagian real diketahui maka bagian imajiner dapat diekstrak maupun sebaliknya yang diturunkan secara terpisah oleh Kramers (1926) dan Kronig (1927) [1].

Dalam penelitian ini metode Kramers-Kronig digunakan untuk mengekstrak  $\varepsilon$  dari data sekunder berupa reflektivitas Si-*face* SiC dan reflektivitas *graphene* Si-*face* yang berupa *graphene* monolayer yang ditumbuhkan pada substrat Si-*face* SiC yang mana data

<sup>\*</sup> Email: <u>yihaa92@gmail.com</u>

tersebut diperoleh dari grup riset Prof. Andrivo Rusydi National University of Singapore (NUS). Data diperoleh dari pengukuran spektroskopi ellipsometry untuk rentang energi 1,5-5,3 eV dan pengukuran reflektivitas di HASYLAB (Hamburg synchrotron laboratory) untuk rentang energi 3,6-30 eV seperti pada Gambar 1[2]. Pada penelitian sebelumnya Ref. [2] dengan data yang sama telah berhasil diperoleh konstanta dielektrik graphene dengan menggunakan pemodelan fungsi dielektrik Drude-Lorentz. Pemodelan fungsi dielektrik Drude-Lorentz pada penelitian sebelumnya menggunakan 50 osilator sehingga terdapat 150 parameter yang harus difittingsatu per satu untuk mendapatkan hasil konstanta dielektrik yang tepat[2].Dapat disimpulkan bahwa metode Drude-Lorentz masih kurang efisien dalam pengerjaannya untuk rentang data energi yang lebar. Oleh karena itu, penerapan metode Kramers-Kronig dalam penelitian ini akan sangat membantu dalam menghasilkan ekstraksi konstanta dielektrik dan indeks bias dengan lebih mudah dan lebih efisien karena pada pengelolaan terhadap data reflektansi dengan rentang energi yang lebar tidak memerlukan sistem banyak osilator dengan banyak parameter yang harus diatur satu per satu seperti pada penelitian sebelumnya Ref. [2].



**Gambar 1.**Data reflektivitas versus energi untuk material monolayer epitaxial *graphene* yang ditumbuhkan di atas substrat SiC Si-*face*. (Ref. [2])

#### **II. METODE PENELITIAN**

Relasi Kramers-Kronig merupakan relasi bagian imajiner dan bagian real dari suatu fungsi kompleks, dimana jika bagian real diketahui maka bagian imajiner dapat diekstrak maupun sebaliknya. Secara umum, relasi Kramers-Kronig diberikan sebagai berikut[1]

$$x_1(\omega) = \frac{2}{\pi} P \int_0^\infty \omega' \frac{x_2(\omega')}{{\omega'}^2 - \omega^2} d\omega', \qquad (1)$$

$$x_2(\omega) = -\frac{2}{\pi} P\omega \int_0^\infty \frac{x_1(\omega')}{{\omega'}^2 - \omega^2} d\omega', \qquad (2)$$

dimana $x_1(\omega)$  merupakan bagian real yang dihasilkan dari perhitungan jika  $x_2(\omega')$  merupakan bagian imajiner yang diketahui,  $x_2(\omega)$  merupakan bagian imajiner yang dihasilkan dari perhitungan jika  $x_1(\omega')$  merupakan bagian real yang diketahui, *P* merupakan nilai Cauchy (*Cauchy principal value*) serta  $\omega$  dan  $\omega'$  merupakan parameter yang digunakan. Jika diketahui melalui persamaan Fresnel bahwa reflektivitas merupakan bagian real dan beda fase merupakan bagian imajiner dari suatu material [1] maka beda fase  $\delta$  yang merupakan bagian imajiner dapat dihitung dengan menggunakan relasi Kramers-Kronig pada persamaan (2) sehingga menghasilkan

$$\delta(\omega) = -2\left(\frac{\omega}{\pi}\right) P \int_0^\infty \frac{\ln(R(\omega'))}{{\omega'}^2 - \omega^2} d\omega', \qquad (3)$$

yang kemudian digunakan untuk menghitung beda fase dari data reflektivitas pada rentang energi yang diketahui.

Dalam penelitian ini, diperlukan pemodelan optik untuk memudahkan dalam proses perumusan persamaan Fresnel yang digunakan. Pemodelan optik yang pertama yaitu berupa model optik *bulk* yang terdiri dari udara dan SiC.Selanjutnya, model optik kedua yaitu model optik lapisan tipis *buffer layer* yang terdiri dari udara, *buffer layer* dan SiC.Model sistem optik yang terakhir yaitu model optik lapisan tipis *graphene* yang terdiri dari udara, *graphene*, *buffer layer* dan SiC. Persamaan Fresnel yang digunakan yaitu persamaan Fresnel untuk empat layer yaitu sebagai berikut :<sup>[1]</sup>

$$\tilde{r}_{0123} = \frac{\tilde{r}_{01} + \tilde{r}_{123}(-i2\beta_1)}{1 + \tilde{r}_{01}\tilde{r}_{123}(-i2\beta_1)},\tag{4}$$

dengan diketahui bahwa

$$\tilde{r}_{123} = \frac{\tilde{r}_{12} + \tilde{r}_{23}(-i2\beta_2)}{1 + \tilde{r}_{12}\tilde{r}_{23}(-i2\beta_2)},\tag{5}$$

$$\tilde{r}_{01} = \frac{\tilde{N_1}^2 \cos\theta_0 - N_0 (\tilde{N_1}^2 - N_0^2 \sin^2\theta_0)^{1/2}}{\tilde{N_1}^2 \cos\theta_0 + N_0 (\tilde{N_1}^2 - N_0^2 \sin^2\theta_0)^{1/2}}$$
(6)

$$\tilde{r}_{12} = \frac{N_2^{\ 2} (N_1^{\ 2} - N_0^{\ 2} sin^2 \theta_0)^{1/2} - N_1^{\ 2} (N_2^{\ 2} - N_0^{\ 2} sin^2 \theta_0)^{1/2}}{N_2^{\ 2} (N_1^{\ 2} - N_0^{\ 2} sin^2 \theta_0)^{1/2} + N_1^{\ 2} (N_2^{\ 2} - N_0^{\ 2} sin^2 \theta_0)^{1/2}}$$
(7)

dimana diketahui bahwa $\tilde{r}_{01}$ ,  $\tilde{r}_{12}$ ,  $\tilde{r}_{0123}$ ,  $\tilde{r}_{123}$  merupakan amplitudo koefisien refleksi,  $d_1$  dan  $d_2$  berturut- turut yaitu ketebalan graphene dan ketebalan buffer layer serta diketahui bahwa  $\beta_1 = \frac{2\pi d_1}{\lambda} (\tilde{N}_1^2 - sin^2\theta_0)^{1/2}$ dan  $\beta_2 = \frac{2\pi d_2}{\lambda} (\tilde{N}_2^2 - N_1^2 sin^2\theta_1)^{1/2}$ .

Berikut ini diberikan model optik yang digunakan pada Gambar 2 dan diagram alir penelitian secara garis besar pada Gambar 3.Alur penelitian ini diawali dengan permodelan sistem optik *bulk*, yang mana hasil ekstraksi

dari pemodelan ini yaitu indeks bias kompleks SifaceSiC. Selanjutnya, indeks bias kompleks Si-face SiCdigunakan sebagai input dalam pemodelan optik sistem lapisan tipis buffer layer, yang mana akan menghasilkan hasil ekstraksi yang berupa indeks bias kompleks buffer layer Si-face SiC.Kemudian, hasil ekstraksi yang berupa indeks bias kompleks buffer layer SiCdan indeks bias kompleks Si-face Si-face SiCdigunakan pada tahap pemodelan optik sistem lapisan tipis graphene untuk mengekstraksi indeks bias dan konstanta dielektrikkompleks graphene. Pada ekstraksi konstanta dielektrik kompleks digunakan metode untuk menyelesaikan persamaan Newton-Raphson Fresnel (4).



**Gambar 2.**Model sistem optik (a) *bulk*, (b) lapisan tipis *buffer layer*, (c) lapisan tipis *graphene* 



Gambar 3.Diagram alir perhitungan secara garis besar

### III. HASIL DAN PEMBAHASAN

Ekstraksi konstanta dielektrik graphene pada substrat Si-*face* SiC diawali dengan menghasilkan ekstraksi nilai indeks bias Si-*face* SiCmurni, yang diawali dengan melakukan interpolasi dan ekstrapolasi data reflektivitas Si-*face* SiC yang dilanjutkan dengan penerapan persamaan relasi Kramers-Kronig sehingga menghasilkan beda fase. Beda fase dan persamaan Fresnel digunakan untuk menghasilkan ekstraksi nilai indeks bias Si-*face* SiC dengan menggunakan bantuan metode Newton-Raphson. Hasil ekstraksi konstanta dielektrik kompleks Si-*face* SiC yaitu ditunjukkan pada Gambar 4a, yang mana kemudian dibandingkan dengan referensi [3] untuk menentukan parameter ekstrapolasi *s* yang digunakan, yaitu s=4.

Tahap selanjutnya yang dilakukan yaitu mengekstrak indeks bias dan konstanta dielektrik *buffer* 

*layer* Si-*face* SiC dengan menyelesaikan persamaan Fresnel untuk sistem 3 layer pada model optik *buffer layer*. Dengan tahapan yang sama dengan pengekstraksian Si-*face* SiC, dilakukan pengekstraksian indeks bias dan konstanta dielektrik *buffer layer* Si-*face* SiC dengan ketebalan *buffer layer* yang divariasi. Berikut ini merupakan hasil ekstraksi indeks bias *buffer layer* Si-*face face* SiC ditunjukkan pada Gambar 5.



Gambar 4. Konstanta dielektrikSi-*face* SiC murni (a) dengan metode Kramers-KronigdanNewton-Raphson(b) hasil eksperimen Ref. [3]



Gambar 5.Indeks biasbuffer layer dengan metode Kramers-Kronig danNewton-Raphson dengan variasi ketebalan buffer layer.

Tahap terakhir yaitu mengekstraksi indeks bias dan konstanta dielektrik *graphene* monolayer dengan menghitung beda fase data reflektivitas *graphene* monolayer menggunakan metode Kramers-Kronig dan menyelesaikan persamaan Fresnel 4 layer pada model optik lapisan tipis *graphene* menggunakan Newton-

Raphson.Hasil ekstraksi konstanta dielektrik graphene monolayer ditampilkan pada Gambar 6. Walaupun ketebalan buffer layer tidak mempengaruhi hasil ekstraksi indeks bias graphene monolayer, ketebalan buffer layeryang logis untuk dipilih, yaitu 0,67 nm. Ketebalan ini ditetapkanberdasar pada referensi [4]bahwa terbentuknya buffer layer terjadi bersamaan dengan terbentuknya graphene, sehingga ketebalan buffer layer yang sama dengan ketebalan graphene yaitu 0,67 nm diasumsikan ketebalan paling logis. Sedangkan hasil akhir ekstraksi graphene monolayer diberikan pada Gambar 7. Hasil tersebut kemudian dibandingkan dengan referensi [5] pada Gambar 8 untuk membantu menjelaskan puncak-puncak serapan pada graphene monolayer yaitu puncak A, B, dan C.

Puncak B yaitu konstanta exctinctiongraphene monolayer pada energi 6,1 eV yang berhasil diekstrak dalam penelitian ini merupakan bukti adanya resonant exciton pada energi tinggi yang dimiliki material graphene monolayer. Resonant exciton terjadi karena transisi dipol dari serangkaian partikel tunggal (singleparticle continuum)[2]. Hal ini dibuktikan dengan Gambar 8 yang menunjukkan bahwa terdapat transisi dari  $\sigma$ band ke quasicontinuum of free electronlike bands di sekitar 6.3 eV. Puncak Α yaitu konstanta exctinctiongraphene monolayer pada energi 4.6 eV yang berhasil diekstrak dalam penelitian ini merupakan bukti adanya transisi antar pita (interband) dari  $\pi band$  ke  $\pi^*$ band yang dimiliki material graphene monolayer. Selain puncak A dan B, dalam penelitian ini diketahui terdapat pula puncak C dari hasil ekstraksi konstanta exctinction dan konstanta dielektrik graphene monolayer. Posisi puncak C ini yaitu pada energi 8,4 eV. Berdasarkan referensi [2], puncak C ini diketahui tidak ada. Namun, pada referensi lain yang berupa referensi teoritik [6]menyebutkan bahwa berdasarkan perhitungan ab initio GW-BSE (GW-Bethe-Salpeter equation) dari spektrum absorpsi optik dengan melibatkan efek elektron dengan elektron, elektron dengan hole dan local field effect (LE) memprediksi adanya efek exitonic pada graphene pada tingkat energi tinggi >8 eV, diatas tingkat energi transisi pita  $\pi$  ke pita  $\pi^*$ . Selain itu, berdasarkan Gambar 8, dapat ditunjukkan bahwa adanya serapan graphene monolayer di sekitar 8,4 eV dari  $\sigma$ band ke quasicontinuum of free electronlike bands di sekitar titik Γ dan M. Sehingga dimungkinkan puncak C ini dapat berasal dari efek exitonic. Namun, analisis ini masih belum cukup akurat untuk membuktikan asal puncak C pada energi 8,4 eV ini. Perlu adanya kajian lebih lanjut baik secara teoritik maupun eksperimen terhadap keakuratan asal puncak C.











**Gambar 8.** Struktur pita energi graphene *free-standing*hasil perhitungan berbasisLDA+GW(*many-body*) (Ref.[5]).

## **IV. KESIMPULAN**

Berdasarkan analisis data yang telah dilakukan, didapatkan kesimpulan sebagai berikut:

- Telah berhasil dilakukan perhitungan sifat optik dan listrik berupa indeks bias dan konstanta dielektrik graphene monolayeryang ditumbuhkan diatas substrat Si-*face* SiC dengan metode langsung Kramers-Kronig menggunakan bantuan metode numerik Newton-Raphson.
- 2) Adanya puncak serapan pada koefisien *extinction* (garis merah) di energi 4,6 eV, 6,1 eV dan 8,4 eV pada material *graphene* monolayer yang ditumbuhkan diatas substrat Si-*face* SiC.
- Puncak pada energi 6,1 eV berasal dari *excitonic resonance* yang terjadi karena transisi dipol dari serangkaian partikel tunggal (*single-particle continuum*) dan puncak 4,6 eV berasal dari transisi antar pita (*interband*) dari πband ke π\*band yang dimiliki material graphene monolayer. Sedangkan puncak pada energi 8,4 eV dimungkinkan berasal dari *excitonic resonance*, perlu adanya kajian lebih lanjut baik secara teoritik maupun eksperimen terhadap keakuratanasal puncak ini.

### UCAPAN TERIMA KASIH

Penulis menyampaikan ucapan terima kasih banyak kepada bapak Iman Santosa yang telah memberikan bimbingan kepada penulis sehingga karya ini dapat dihasilkan dan kepada grup riset Prof. Andrivo Rusydi National University of Singapore (NUS) yang datanya digunakan dalam penelitian ini.

#### PUSTAKA

- [1] Fujiwara, Hiroyuki., 2007, Spectroscopic Ellipsometry Principles and Applications, John Wiley & Sons, Ltd., England.
- [2] Santoso, I., Gogoi, P.K., Su, H.B., Huang, H., Lu, Y., Qi, D., Chen, W., Majidi, M.A., Feng, Y.P, Wee, A.T.S., Loh, K.P., Venkatesan, T., Saichu, R.P., Goos, A., Kotlov, A., Rubhausen, M. dan Rusydi, A., 2011, Observation of Room-temperature High-energy Resonant Exitonic Effects in Graphene, *Phys. Rev. B*, 8, 84, 081403.
- [3] Logothetidis, S. dan Petalas, J., 1995, Dielectric Function and Reflectivity of 3C-Silicon Carbide and The Component Perpendicular to The *c* Axis of 6H-Silicon Carbide in The Energy Region 1,5-9,5 eV, *J.Appl.Phys.*, 3, 80, 1769.
- [4] Raza, H., 2012, Graphene Nanoelectronic: Metrology, Synthesis, Properties and Application, Springer, New York.
- [5] Wehling, T.O., Grigorenko, I., Lichtensetein, A.I. dan Balatsky, A.V., 2008, Phonon-Mediated Tunneling into Graphene, *Phys. Rev. Lett.*, 08, 101, 216803.

[6] Trevisanutto, P.E., Holzmann, M., Cote, M. dan Olevano, V., 2010, Ab initio High-energy Exitonic Effects in Graphite and Graphene, *Phys. Rev. B*, 12, 81, 121405.

53