



Revista de la Sociedad Química del Perú

ISSN: 1810-634X

sqperu@gmail.com

Sociedad Química del Perú

Perú

Incháustegui, Jean P.; Pumachagua, Rodolfo

ESTUDIO TEÓRICO DE LAS PROPIEDADES ÓPTICAS NO LINEALES EN ESPECIES 4
-AMINO-4'-NITRO DIFENILSULFURO-3-SUSTITUIDO

Revista de la Sociedad Química del Perú, vol. 80, núm. 3, julio-septiembre, 2014, pp. 157-

165

Sociedad Química del Perú

Lima, Perú

Disponible en: <http://www.redalyc.org/articulo.oa?id=371937639002>

- ▶ Cómo citar el artículo
- ▶ Número completo
- ▶ Más información del artículo
- ▶ Página de la revista en redalyc.org

ESTUDIO TEÓRICO DE LAS PROPIEDADES ÓPTICAS NO LINEALES EN ESPECIES 4-AMINO-4'-NITRO DIFENILSULFURO-3-SUSTITUIDO

Jean P. Incháustegui¹, Rodolfo Pumachagua^{1*}

RESUMEN

En este trabajo se determina las propiedades estructurales y ópticas de especies 4-amino-4'-nitrodifenilsulfuro, tales como: momento dipolar estático ($\bar{\mu}$), polarizabilidad media ($\bar{\alpha}_0$), anisotropía de la polarizabilidad ($\bar{\alpha}_a$) y la primera hiperpolarizabilidad promedio ($\bar{\alpha}_h$). Los datos fueron obtenidos mediante la Teoría del Funcional de densidad, empleando el funcional híbrido B3LYP y la función base 6-31G.

Palabras clave: Óptica no lineal, momento dipolar, polarizabilidad, hiperpolarizabilidad, difenil sulfuro.

THEORETICAL STUDY OF NONLINEAR OPTICAL PROPERTIES IN 3-SUBSTITUTED-4-AMINO-4'-NITRO DIPHENYLSULFIDE

ABSTRACT

This work identifies the structural and optical properties of species 4-amino-4'-nitrodiphenylsulfide such as: static dipole moment ($\bar{\mu}$), mean polarizability ($\bar{\alpha}_0$), anisotropy of the polarizability ($\bar{\alpha}_a$) and the first hyperpolarizability average ($\bar{\alpha}_h$). Data were obtained through the theory of the density functional, using B3LYP hybrid functional and feature 6-31G basis.

Key words: Nonlinear optics, dipolar moment, polarizability, hyperpolarizability, diphenyl sulfide.

INTRODUCCIÓN

La óptica no lineal se ha desarrollado en los últimos años como un importante campo de investigación debido a su potencial aplicabilidad en el área de la fotoelectrónica y en un futuro inmediato a la tecnología fotónica. En las últimas décadas muchas moléculas orgánicas han mostrado respuestas ópticas no lineales extremadamente largas¹ en comparación con cristales inorgánicos tradicionales; los materiales orgánicos tienen propiedades superiores tales como tiempos de respuesta ultrarrápidos, bajas constantes dieléctricas y técnicas sintéticas químicas flexibles.

Las propiedades ópticas no lineales están determinadas por la primera y segunda hiperpolarizabilidad; para tener los mejores valores se debe conocer detalladamente la estructura electrónica molecular.

Un compuesto orgánico con una posible respuesta óptica no lineal de segundo orden será un compuesto constituido por un fragmento dador y otro aceptor de electrones unidos covalentemente a través de un espaciador, el cual debe contener un sistema de electrones

¹ Universidad Nacional Federico Villarreal, Facultad de Ciencias Naturales y Matemáticas, Laboratorio de Química Teórica, Jr. Chepen s/n (El Agustino) Perú. rpumachagua@yahoo.es

π deslocalizado². La estructura del 4-amino-4'-nitrodifenilsulfuro se ha evidenciado por tener alto valor de intensidad de generación de segundo armónico^{3,4}.

La descripción teórica más aceptada para explicar el fenómeno de óptica no lineal de segundo orden, en moléculas dipolares conjugadas, consiste en el modelo de alternancia en la longitud de onda de enlace propuesta por *Marder*⁵. Este modelo correlaciona el coeficiente $\hat{\alpha}$ con el grado de polarización o separación de cargas en el estado fundamental. Este grado de polarización dependerá básicamente de la estructura química del compuesto a estudiar.

El objetivo es evaluar las propiedades ópticas del 4-amino-4'-nitrodifenilsulfuro, conteniendo diferentes grupos en el carbono 3, dentro del formalismo de la teoría del funcional de la densidad (DFT).

FUNDAMENTOS TEÓRICOS

La teoría cuántica de la suma de todos los estados (SOS) en la respuesta óptica no lineal⁶ postula que la susceptibilidad no lineal de un sistema cuántico comienza con el cálculo del momento dipolar inducido como una función del campo eléctrico expandido como una serie de *Taylor*. El momento dipolar es dado usando la función de onda del estado fundamental de una molécula que incluye acoplar el campo eléctrico aplicado.

El m-ésimo estado de energía de una molécula en presencia de un campo eléctrico local está dado por $|\psi_m(\vec{F})\rangle$, donde:

$$\vec{F}(t) = \sum_{p=1}^{\text{no. incident fields}} \vec{F}_p(\omega_p, t) \quad (\text{I})$$

A 0K, el operador polarización es dado por:

$$\vec{P}(\vec{F}) = \langle \psi_g(\vec{F}(t)) | \vec{P} | \psi_g(\vec{F}(t)) \rangle \quad (\text{II})$$

donde $|\psi_g(\vec{F}(t))\rangle$ es el estado fundamental perturbado; la usceptibilidad molecular es dada por:

$$\xi_{ijkl...t}^{(n)}(-\omega; \omega_1, \omega_2, \omega_n) = \frac{1}{\varepsilon_0 D'} \frac{\partial^n}{\partial F_j(\omega_1) \partial F_k(\omega_2) \dots \partial F_t(\omega_n)} \langle \psi_g(\vec{F}) | P_i | \psi_g(\vec{F}) \rangle |_{\vec{F}=0} \quad (\text{III})$$

donde D' es el denominador de degeneración dependiente de la frecuencia que varía de acuerdo al número de frecuencias distintas y número de campos a frecuencia 0.

Cuando el campo eléctrico de la luz es mucho más débil que los campos eléctricos que mantienen unida a la molécula, la función de onda molecular puede ser determinada usando la teoría de perturbaciones. Se define H_0 como el Hamiltoniano sin perturbar dado por:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\psi\rangle = H_0 |\psi\rangle \quad (\text{IV})$$

El potencial de perturbación dependiente del tiempo es dado por:

$$V(t) = -\sum \vec{\mu} \cdot \vec{F}_p(t) \quad (\text{V})$$

donde $\vec{\mu}$ es el momento dipolar molecular y $\hat{\omega}$ abarca todos los campos fotónicos. La función de onda evolucionará así:

$$|\psi_g(t)\rangle = |\psi_g^{(0)}\rangle + \lambda \sum_m a_m^{(1)}(t) |\psi_m^{(0)}\rangle e^{i\hat{\omega}_{mg}t} + \lambda^2 \sum_v a_v^{(2)}(t) |\psi_v^{(0)}\rangle e^{i\hat{\omega}_{vg}t} + \dots \quad (\text{VI})$$

Dónde:

$$|\psi_m^{(0)}(t)\rangle = |\psi_m^{(0)}\rangle e^{-i\hat{\omega}_{mg}t} \quad (\text{VII})$$

El momento dipolar inducido en λ es:

$$\langle \vec{\mu} \rangle^{(1)}(t) = \sum_m a_m^{(1)*}(t) \langle \psi_g^{(0)} | \vec{\mu} e^{i\hat{\omega}_{mg}^* t} | \psi_m^{(0)} \rangle + \langle \psi_m^{(0)} | \vec{\mu} \sum_m a_m^{(1)}(t) | \psi_g^{(0)} \rangle e^{-i\hat{\omega}_{mg}t} \quad (\text{VIII})$$

La polarizabilidad lineal molecular es dada por:

$$\alpha_{ij}^{(1)}(-\omega_p; \omega_p) = \frac{1}{\epsilon_0 \hbar} L(\omega_p) \left(\frac{\mu_{gm,i} \mu_{mg,j}}{\hat{\omega}_{mg}^* + \omega_p} + \frac{\mu_{gm,j} \mu_{mg,i}}{\hat{\omega}_{mg} - \omega_p} \right) \quad (\text{IX})$$

La hiperpolarizabilidad es dada por:

$$\begin{aligned} \beta_{ijk}(-[\omega_p \pm \omega_q]; \omega_p, \pm \omega_q) &= \frac{1}{\hbar^2 \epsilon_0} L(\omega_p \pm \omega_q) L(\omega_p) L(\pm \omega_q) \\ &\times \sum_{nm} \left\{ \frac{\mu_{gn,i} \mu_{nm,k} \bar{\mu}_{mg,j}}{(\hat{\omega}_{ng} \mp \omega_q - \omega_p)(\hat{\omega}_{mg} - \omega_p)} + \frac{\mu_{gn,k} \mu_{nm,i} \bar{\mu}_{mg,j}}{(\hat{\omega}_{ng}^* \pm \omega_q)(\hat{\omega}_{mg} - \omega_p)} \right. \\ &\left. + \frac{\mu_{nm,j} \mu_{gn,k} \bar{\mu}_{mg,j}}{(\hat{\omega}_{mg}^* \pm \omega_q + \omega_p)(\hat{\omega}_{ng}^* + \omega_q)} \right\} \quad (\text{X}) \end{aligned}$$

ASPECTOS COMPUTACIONALES

Los cálculos fueron llevados a cabo con el programa Gaussian 09. Los cálculos DFT fueron realizados con el funcional B3LYP y la función base 6-31G debido a los buenos resultados que éste produce y el bajo costo computacional^{7,8}. Las optimizaciones de geometría se realizaron mediante el método por gradiente analítica de *Berny*.

Los parámetros ópticos tales como la primera hiperpolarizabilidad promedio ($\hat{\alpha}_0$), la polarizabilidad media ($\bar{\alpha}_0$) y el momento dipolar ($\vec{\mu}$) han sido calculados usando el funcional y la función base de las optimizaciones; éstos se calculan directamente:

$$\mu = \mu_x^2 + \mu_y^2 + \mu_z^2 \quad (\text{XI})$$

$$\alpha_0 = \frac{\alpha_{xx} + \alpha_{yy} + \alpha_{zz}}{3} \quad (\text{XII})$$

$$\Delta\alpha = 2^{\frac{1}{2}} \left[(\alpha_{xx} - \alpha_{yy})^2 + (\alpha_{yy} - \alpha_{xx})^2 + 6\alpha_{xx}^2 \right]^{\frac{1}{2}} \quad (\text{XIII})$$

$$\beta = \left(\beta_x^2 + \beta_y^2 + \beta_z^2 \right)^{\frac{1}{2}} \quad (\text{XIV})$$

$$\beta_x = \beta_{xxx} + \beta_{xxy} + \beta_{xzz} \quad (\text{XV})$$

$$\beta_y = \beta_{yyy} + \beta_{xxz} + \beta_{yzz} \quad (\text{XVI})$$

$$\beta_z = \beta_{zzz} + \beta_{xxz} + \beta_{yyz} \quad (\text{XVII})$$

En presencia de un campo eléctrico aplicado, la energía de un sistema es una función del campo eléctrico y la primera hiperpolarizabilidad como un tensor de tercer orden que puede ser descrito como una matriz $3 \times 3 \times 3$. Los 27 componentes de esa matriz de 3 dimensiones pueden ser reducidos a 10 componentes por la simetría de *Kleinman*.

Cuando el campo eléctrico es débil y homogéneo se define como:

$$U(E) = U^0 - \sum_i \mu^0 E_i - \frac{1}{2} \sum_{ij} \alpha_{ij} E_i E_j - \frac{1}{3} \times \sum_{ijk} \beta_{ijk} E_i E_j E_k - \frac{1}{4} \sum_{ijkl} \gamma_{ijkl} E_i E_j E_k E_l \quad (\text{XVIII})$$

donde U^0 es la energía de la molécula sin perturbar, E_i es el campo de origen y μ^0 , α_{ij} , β_{ijk} y γ_{ijkl} son los componentes del momento dipolar, polarizabilidad, primera hiperpolarizabilidad y segunda hiperpolarizabilidad respectivamente, éstas son calculadas de la siguiente manera:

$$\alpha_{ij} = \left. \frac{\partial U^2(E)}{\partial E_i \partial E_j} \right|_{E=0} \quad (\text{XIX})$$

$$\beta_{ijk} = \left. \frac{\partial^3 U(E)}{\partial E_i \partial E_j \partial E_k} \right|_{E=0} \quad (\text{XX})$$

$$\gamma_{ijkl} = \left. \frac{\partial^4 U(E)}{\partial E_i \partial E_j \partial E_k \partial E_l} \right|_{E=0} \quad (\text{XXI})$$

RESULTADOS Y DISCUSIÓN

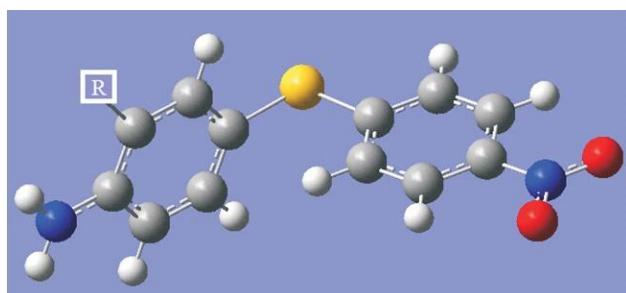


Figura 1. 4-Amino-4'-nitrodifenilsulfuro

Tabla 1. Nomenclatura IUPAC

4-Amino-4'-nitrodifenilsulfuro...(a)	4-Amino-3-metoxi-4'-nitrodifenil sulfuro...(f)
3,4-Diamino-4'-nitrodifenilsulfuro...(b)	4-Amino-3-cloro-4'-nitrodifenil sulfuro...(g)
4-Amino-3-hidroxi-4'-nitrodifenil sulfuro.....(c)	4-Amino-3,4'-dinitrodifenilsulfuro...(h)
4-Amino-3-metil-4'-nitrodifenil sulfuro.....(d)	4-Amino-3-ciano-4'-nitrodifenil sulfuro...(i)
4-Amino-3-fenil-4'-nitrodifenil sulfuro.....(e)	4-Amino-3-bromo-4'-nitrodifenil sulfuro...(j)

La figura 1 muestra al sistema molecular base; contiene un grupo aceptor: nitro, otro dador: amino y un espaciador: difenilsulfuro. Los grupos dador-aceptor generan un estado con separación de cargas, incrementando las propiedades ópticas no lineales; cualquier variación en los grupos, dador-aceptor modificará la distribución de la forma resonante con separación de cargas, favoreciendo al fenómeno de óptica no lineal de segundo orden.

En el sistema: 4-amino-4'-nitrodifenilsulfuro, la sustitución en el carbono-3 por diferentes grupos permitirá mejorar la topología del sistema espaciador δ -conjugado entre ambos fragmentos dador-aceptor, como se observa en la tabla 1.

Tabla 2. Valores de momento dipolar

Sistema	μ_x	μ_y	μ_z	μ (Debye)
a	-8,4629	-0,5526	0,0003	8,4809
b	8,5072	-0,3935	0,6438	8,5406
c	7,4152	0,4276	0,4567	7,4416
d	8,6659	-0,3747	-0,2569	8,6778
e	8,2949	-2,2741	0,9417	8,6523
f	7,8041	0,1930	0,5403	7,8251
g	-6,9102	1,2260	2,5386	7,4631
h	-4,4360	2,6445	5,2326	7,3250
i	-5,4618	2,0434	4,1904	7,1809
j	-6,8845	2,1559	2,1454	7,5264

Tabla 3. Valores de polarizabilidad

tema	α_{xx}	α_{xy}	α_{yy}	α_{xz}	α_{yz}	α_{zz}	α_0 (a.u.)	$\Delta\alpha$	α_0 (e.s.u.)
									$\times 10^{-12}$
a	264,524	20,186	155,552	0,020	0,003	99,344	173,14	941,891	25,659
b	274,068	-18,390	158,923	-5,408	4,118	115,022	182,671	976,921	27,072
c	268,802	-18,264	155,628	-9,378	5,926	109,555	177,995	958,264	26,379
d	277,748	-16,915	162,931	-6,386	5,208	115,660	185,446	962,165	27,483
e	322,486	10,760	195,861	10,808	16,704	195,961	238,103	1145,459	35,286
f	278,086	-10,842	159,076	-18,157	12,742	134,223	190,462	992,278	28,226
g	274,870	17,460	155,717	-10,723	-8,248	120,786	183,791	981,467	27,238
h	283,156	20,817	155,842	-8,300	-9,212	137,680	192,226	1013,445	28,488
i	281,015	22,915	159,696	0,341	-3,281	127,012	189,241	1003,238	28,046
j	279,971	7,073	149,970	-20,777	-13,163	133,795	187,912	1004,085	27,849

Tabla 4. Valores de hiperpolarizabilidad

Sistema	β_{xxx}	β_{yyy}	β_{zzz}	β_0 (a.u.)	β_0 (e.s.u.) $\times 10^{-30}$
a	355,619	299,302	457,253	1066,910	9,217
b	-371,301	-411,020	-125,441	1294,645	11,184
c	-359,186	-988,091	-747,444	1084,690	9,370
d	-353,109	-707,144	-342,149	448,655	3,876
e	-298,469	420,453	-595,478	1289,166	11,137
f	-358,396	-850,806	-365,174	1693,952	14,635
g	321,409	-926,120	116,628	1054,257	9,108
h	268,519	-132,175	-147,496	1670,268	14,430
i	309,163	-709,678	107,209	1752,856	15,143
j	307,387	-205,671	655,057	2499,567	21,595

La búsqueda de sistemas con interesantes propiedades ópticas no lineales requiere la optimización de los coeficientes microscópicos de las moléculas aisladas como la hiperpolarizabilidad β_0 .

La tabla 2 muestra los valores de momento dipolar μ para los sistemas estudiados, en su estado fundamental. La molécula base **a** presenta $\mu=8,4809$ Debye. Las moléculas: **b**, **d** y **e** contienen a los grupos: amino, metilo y fenilo respectivamente, las cuales presentan un ligero incremento de valores.

La tabla 3 muestra los valores de polarizabilidad α_0 para todos los sistemas. La molécula base **a** presenta $\alpha_0=25,659 \times 10^{-12}$ e.s.u. Todas las demás moléculas presentan valores mayores.

La tabla 4 muestra los valores de hiperpolarizabilidad de primer orden β_0 , responsable de los efectos ópticos no lineales de segundo orden. La molécula base **a**, presenta $\beta_0=9,217 \times 10^{-30}$ e.s.u. Los sistemas con grupo sustituido en el carbono-3 de acuerdo con los valores de la tabla 4 pueden discutirse en tres grupos diferentes.

En primer lugar, las moléculas: **c**, **d** y **g** que contienen los grupos: hidroxilo, metilo y cloruro respectivamente, presentan los valores más bajos de hiperpolarizabilidad. Los grupos: hidroxilo y metilo son activantes del sistema δ -conjugado y el cloruro es desactivante débil.

En segundo lugar, los sistemas: **b**, **e** y **f** contienen los grupos: amino, fenilo y metoxilo respectivamente, éstas presentan valores ligeramente mayores de hiperpolarizabilidad. Estos grupos son activantes del sistema aromático.

En tercer lugar, los sistemas: **h**, **i** y **j** contienen los grupos: nitró, ciano y bromo, respectivamente, presentan los mayores valores de hiperpolarizabilidad. Estos grupos son desactivantes del sistema aromático que tendrán mayor impacto en la producción de la generación de segundo armónico.

CONCLUSIONES

El modelo de la teoría funcional de densidad: B3LYP/6-31G describe adecuadamente las propiedades ópticas no lineales en los sistemas derivados del 4-amino-4 \textprime nitrodifenilsulfuro.

La sustitución en el carbono-3 de grupos desactivantes al sistema espaciador δ -aromático incrementa los valores de hiperpolarizabilidad, favoreciendo el fenómeno óptico no lineal de segundo orden.

AGRADECIMIENTO

Los autores agradecen al Dr. William Tiznado Vásquez de la Universidad Andrés Bello, Santiago de Chile, por brindarnos soporte computacional.

REFERENCIAS

1. María del Carmen Ruiz Delgado, Oligotiofenos funcionalizados simétrica o asimétricamente con aplicaciones en optoelectrónica: Estudio espectroscópico y teórico. Tesis Doctoral, Departamento de Química Física, Facultad de Ciencias, Universidad de Málaga, 2006.
2. J. L. Oudar & D. S. Chemla, Hyperpolarizabilities of the nitroanilines and their relations to the excited state dipole moment. *J. Chem. Phys.*, 1977; 66: 2664-2668.
3. Hamzed M. Abdel-Halim, Second-order non-linear optical properties of some organic compounds in powder. *Indian Journal of Engineering and Materials Sciences*, 2004; 11: 207-211.
4. Seth R. Marder, John E. Sohn & Galen D. Stucky (editors), Materials for nonlinear optical: Chemical perspectives. ACS Symposium Series 455, *American Chemical Society*, Washington, DC. 1991.
5. S. R. Marder, D. N. Beratan & L. -T. Cheng, Approaches for optimizing the first electronic hyperpolarizability of conjugated organic molecules. *Science*, 1991; 252: 103-106.
6. Mark G. Kuzyk, Kenneth D. Singer & George I. Stegeman, Theory of molecular nonlinear optics, *Advances in Optics and Photonics*, 2013; 5: 4-82.
7. Gyoosoon Park, Woo Sik Jung & Choon Sup Ra, First Hyperpolarizabilities of nonlinear optical compounds: Susceptibility in donor-acceptor stilbene analogs. *Bull. Korean Chem. Soc.*, 2004; 25: 1427-1429.
8. Tsung-Yi Lin, Ajay Chaudhari & Shyi-Long Lee, Correlation between substituent constants and hyperpolarizabilities for di-substituted trans-azobenzenes. *J. Mol. Model.*, 2013; 19: 529-538.