

Sveučilište u Zagrebu
Fakultet kemijskog inženjerstva i tehnologije
Zavod za matematiku

Matematičke metode u kemijskom
inženjerstvu

**Jednadžbe vlastitih vrijednosti
u kemiji**

Fabijan Pavošević
Zagreb, 2007.

Definicija vektorskog prostora

Pojam vektorskog prostora uključuje dva skupa:

- (i) skupa vektora, V , koji je grupa na zbrajanje
- (ii) skupa skalara, S = skup realnih ili kompleksnih brojeva

među kojima vrijede ova svojstva: $a \mathbf{x} \in V$

$$a(\mathbf{x} + \mathbf{y}) = a\mathbf{x} + a\mathbf{y}$$

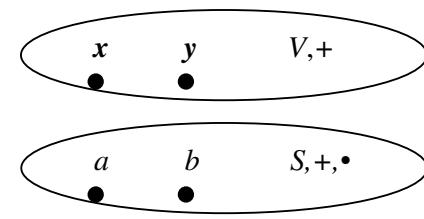
$$(a + b)\mathbf{x} = a\mathbf{x} + b\mathbf{x}$$

$$a(b\mathbf{x}) = (ab)\mathbf{x}$$

$$\mathbf{1}\mathbf{x} = \mathbf{x} \text{ i } \mathbf{0}\mathbf{x} = \mathbf{0}$$

$$\text{za sve } a, b \in S$$

$$\text{i sve } \mathbf{x}, \mathbf{y} \in V$$



Grupa (G, \circ) je skup objekata G na kojem je definirana binarna operacija \circ tako da su zadovoljena slijedeća svojstva:

- 1) Zatvorenost: $g_1, g_2 \in G \Rightarrow g_1 \circ g_2 \in G$
- 2) Asocijativnost: $g_1 \circ (g_2 \circ g_3) = (g_1 \circ g_2) \circ g_3$
- 3) Egzistencija identiteta: $\exists e \mid g \circ e = e \circ g = g \quad \forall g \in G$
- 4) Egzistencija inverza: $\forall g \in G \exists g^{-1} \mid g \circ g^{-1} = g^{-1} \circ g = e$

Primjer $(\mathbb{Z}, +)$

- jest grupa jer

- 1) $n, m \in \mathbb{Z} \Rightarrow n + m \in \mathbb{Z}$
- 2) $n + (m + k) = (n + m) + k$
- 3) $0 + n = n$
- 4) $n + (-n) = 0$

Primjeri konačno dimenzionalnih vektorskih prostora u kemiji:

- (i) funkcije (npr. molekulske orbitale) kao sve linearne kombinacije funkcija iz zadanoj konačnoj skupu (npr. atomske orbitala), nad skupom realnih ili kompleksnih brojeva
- (ii) uređeni nizovi (n -torke) realnih brojeva koji predstavljaju npr. podatke o svojstvima molekula (spektri, eksperimentalno određena ili izračunata svojstva ...)

-Baza vektorskog prostora = skup $\{\mathbf{e}_i\}$ linearne neovisnih vektora koji razapinju V tj. svaki vektor iz V se može prikazati kao linearna kombinacija vektora $\{\mathbf{e}_i\}$.

-Dimenzija vektorskog prostora = broj vektora njegove baze.

Primjer (3D euklidski prostor)

Klasičan realni vektorski prostor. Kartezijeva baza: $\mathbf{e}_1 = \mathbf{x}$; $\mathbf{e}_2 = \mathbf{y}$; $\mathbf{e}_3 = \mathbf{z}$

$$\mathbf{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

Linearni operatori

Operator na određeni način preslikava jedne vektore u druge, slično kao što funkcije preslikavaju brojeve.

Djelovanje operatora prikazujemo: $\mathcal{A} \mathbf{x} = \mathbf{y}$
 $(f(\mathbf{x}) = \mathbf{y})$

Za linearne operatore koji djeluju na isti vektorski prostor vrijedi:

(i) $\mathcal{A}(\lambda \mathbf{x}) = \lambda(\mathcal{A}\mathbf{x}),$ množenje skalarom i djelovanje linearnih operatora komutiraju

(ii) $\mathcal{A}(\mathbf{a} + \mathbf{b}) = \mathcal{A}\mathbf{a} + \mathcal{A}\mathbf{b},$ djelovanje linearnih operatora na zbroj vektora je distributivno

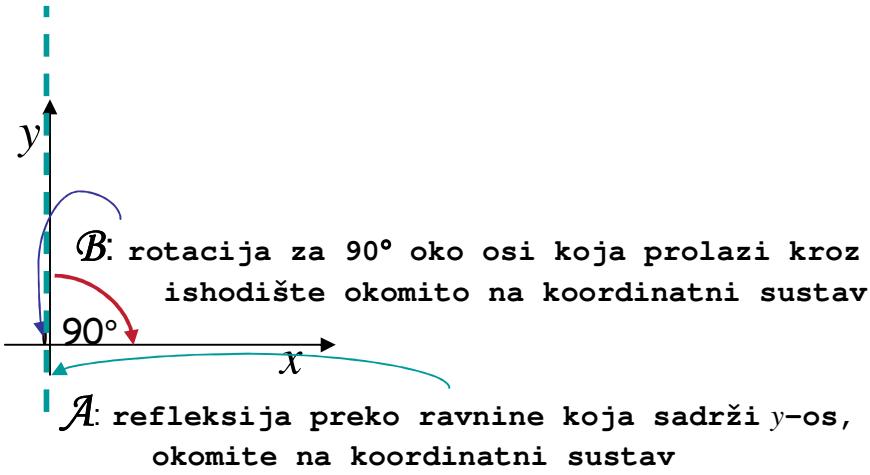
(iii) $(\mathcal{A} + \mathcal{B})\mathbf{x} = \mathcal{A}\mathbf{x} + \mathcal{B}\mathbf{x},$ djelovanje zbroja linearnih operatora je distributivno

(iv) $(\mathcal{A}\mathcal{B})\mathbf{C}\mathbf{x} = \mathcal{A}(\mathcal{B}\mathbf{C})\mathbf{x} \equiv \mathcal{A}\mathcal{B}\mathbf{C}\mathbf{x}$ djelovanje produkta linearnih operatora je asocijativno

Općenito, djelovanje linearnih operatora nije komutativno:

$$\mathcal{A}\mathcal{B} \mathbf{x} \neq \mathcal{B}\mathcal{A} \mathbf{x}$$

Primjer nekomutativnih operatora:



$$\begin{array}{ccc} \text{rotacija } \mathcal{B} & & \text{refleksija } \mathcal{A} \\ \mathcal{A}\mathcal{B} \mathbf{F} = \mathcal{A}(\mathcal{B} \mathbf{F}) & = \mathcal{A} \begin{smallmatrix} \text{F} \\ \text{F} \end{smallmatrix} & = \begin{smallmatrix} \text{F} \\ \text{F} \end{smallmatrix} \\ \mathcal{B}\mathcal{A} \mathbf{F} = \mathcal{B}(\mathcal{A} \mathbf{F}) & = \mathcal{B} \begin{smallmatrix} \text{F} \\ \text{F} \end{smallmatrix} & = \begin{smallmatrix} \text{F} \\ \text{F} \end{smallmatrix} \end{array}$$

refleksija \mathcal{A} rotacija \mathcal{B}

Komutativna svojstva operatora izražena su komutatorom: $[\mathcal{A}, \mathcal{B}] \equiv \mathcal{A}\mathcal{B} - \mathcal{B}\mathcal{A}$. Za komutativne operatorne komutator je jednak nuli. Primjena u kvantnoj teoriji, $[x, p_x] = i\hbar$.

Kako se to računa?

Operator položaja: $x \rightarrow x$

Operator količine gibanja: $p_x \rightarrow -i\hbar (\partial/\partial x)$

$$\begin{aligned} [x, p_x]f(x) &= [-i\hbar * x (\partial/\partial x) + i\hbar (\partial/\partial x) * x] f(x) = \\ &= -i\hbar * x (\partial/\partial x) f(x) + i\hbar (\partial/\partial x) x f(x) = \\ &= -i\hbar * x (\partial f(x)/\partial x) + i\hbar f(x) + \\ &\quad + i\hbar * x (\partial f(x)/\partial x) = \\ &= i\hbar f(x) \end{aligned}$$

I dobije se:

$$[x, p_x] = i\hbar.$$

Primjer linearog operatora:

Za vektorski prostor funkcija $f(x)$, deriviranje po x je linearни operator.

Inverzni operator \mathcal{A}^{-1} (pridružen operatoru \mathcal{A}): $\mathcal{A}\mathcal{A}^{-1} = \mathcal{A}^{-1}\mathcal{A} = I$ poništava djelovanje operatora \mathcal{A} . Ako \mathcal{A}^{-1} ne postoji, \mathcal{A} nazivamo singularnim, inače \mathcal{A} je nesingularan ili regularan.

Kompleksno i hermitsko konjugiranje matrica:

Kompleksno konjugiranje: $\mathbf{A} \rightarrow \mathbf{A}^* : (\mathbf{A}^*)_{ij} = (A_{ij})^*$

$$\mathbf{A} = \begin{bmatrix} A_{11} & \cdots & A_{1N} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ A_{M1} & \cdots & A_{MN} \end{bmatrix} \xrightarrow[\text{konjugiranje}]{\text{kompleksno}} \begin{bmatrix} A_{11}^* & \cdots & A_{1N}^* \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ A_{M1}^* & \cdots & A_{MN}^* \end{bmatrix} = \mathbf{A}^*$$

Hermitsko konjugiranje: $\mathbf{A} \rightarrow \mathbf{A}^\dagger : (\mathbf{A}^\dagger)_{ij} = (A_{ji})^*$

$$\mathbf{A} = \begin{bmatrix} A_{11} & \cdots & A_{1N} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ A_{M1} & \cdots & A_{MN} \end{bmatrix} \xrightarrow[\text{konjugiranje}]{\text{hermitsko}} \begin{bmatrix} A_{11}^* & \cdots & A_{M1}^* \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ A_{1N}^* & \cdots & A_{MN}^* \end{bmatrix} = \mathbf{A}^\dagger$$

Zadanom operatoru \mathcal{A} , pridružuje se hermitski konjugiran operator \mathcal{A}^\dagger , kao onaj za koji vrijedi:

$$\langle \mathbf{u} | \mathcal{A} \mathbf{v} \rangle = \langle \mathcal{A}^\dagger \mathbf{u} | \mathbf{v} \rangle , \text{ za sve } \mathbf{u} \text{ i } \mathbf{v}.$$

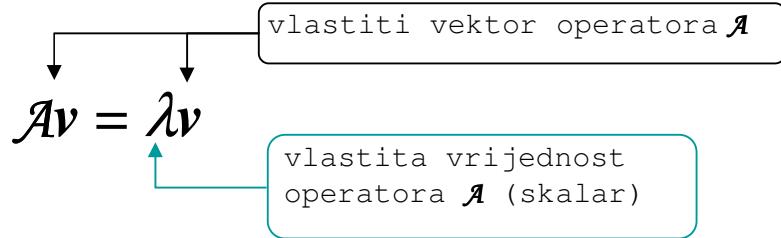
Hermitsko konjugiranje operatora \mathcal{A}^\dagger daje ponovo \mathcal{A} : $(\mathcal{A}^\dagger)^\dagger = \mathcal{A}$.

Posebno su važni hermitski operatori. Za njih je: $\mathcal{A} = \mathcal{A}^\dagger$, tj. hermitski operator jednak je svom hermitski konjugiranom operatoru. Mjerljivim veličinama kvantna mehanika pridružuje hermitske operatore.

Primjer hermitskih operatora u kvantnoj mehanici su operator količine gibanja \mathbf{p} i operator energije \mathcal{H} (Hamiltonijan $\mathbf{p}^2/2m$).

Jednadžba vlastitih vrijednosti:

Skalar λ koji za zadani operator \mathcal{A} zadovoljava jednadžbu:



nazivamo vlastitom vrijednošću operatora \mathcal{A} , a vektor \mathbf{v} njegovim vlastitim vektorom. Koriste se i izrazi "svojstvena vrijednost" i "svojstveni vektor".

Gornju jednadžbu nazivamo jednadžbom vlastitih vrijednosti (još i "eigenvalue" jednadžbom).

U matričnom prikazu: $\mathbf{Av} = \lambda\mathbf{v}$, govorimo o vlastitim vektorima i vlastitim vrijednostima matrice. Samo kvadratne matrice imaju vlastite vektore i vlastite vrijednosti.

Primjena:

Opservable (mjerljive veličine) u kvantnoj mehanici su vlastite vrijednosti odgovarajućih operatora, a njihove vlastite funkcije predstavljaju stanja promatranog sustava. Proučavanje kvantnih sustava temelji se na jednadžbi vlastitih vrijednosti.

Rješavanje jednadžbi vlastitih vrijednosti:

$$\mathbf{Av} = \lambda\mathbf{v} \quad \longrightarrow \quad \mathbf{Av} - \lambda\mathbf{v} = \mathbf{0} \quad \longrightarrow \quad (\mathbf{A} - \lambda\mathbf{I})\mathbf{v} = \mathbf{0}$$

$$\begin{bmatrix} A_{11} - \lambda & A_{12} & A_{13} & \cdots & A_{1N} \\ A_{21} & A_{22} - \lambda & A_{23} & \cdots & A_{2N} \\ A_{31} & A_{32} & A_{33} - \lambda & \cdots & A_{3N} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ A_{N1} & A_{N2} & A_{N3} & \cdots & A_{NN} - \lambda \end{bmatrix} \begin{bmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \\ \vdots \\ v_N \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{bmatrix}$$

Radi se o kvadratnom homogenom sustavu koji ima netrivialna rješenja samo ako je njegova determinanta jednaka nuli. Taj uvjet je ispunjen samo za određene vrijednosti parametra λ . One su jednake vlastitim vrijednostima zadane matrice.

Uvjet $\det(\mathbf{A} - \lambda \mathbf{I}) = 0$ naziva se karakterističnom jednadžbom:

$$\det(\mathbf{A} - \lambda \mathbf{I}) = \left| \begin{array}{ccccc} A_{11} - \lambda & A_{12} & A_{13} & \cdots & A_{1N} \\ A_{21} & A_{22} - \lambda & A_{23} & \cdots & A_{2N} \\ A_{31} & A_{32} & A_{33} - \lambda & \cdots & A_{3N} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ A_{N1} & A_{N2} & A_{N3} & \cdots & A_{NN} - \lambda \end{array} \right| = 0$$

karakteristična
(još i sekularna)
jednadžba

karakteristični polinom N -tog stupnja u λ : $\sum_{i=0}^N a_i \lambda^{N-i}$

Skup nultočki karakterističnog polinoma zadane matrice nazivamo njenim spektrom. To su realni ili parovi kompleksno konjugiranih brojeva. Vrijedi za simetrične i hemitske matrice. Za višestruke nultočke kažemo da predstavljaju degenerirane vlastite vrijednosti.

Primjer: p orbitale imaju 3 degenerirane vlastite vrijednosti, odnosno imaju istu energiju, dok d orbitale imaju 5 degeneriranih vlastitih vrijednosti.

Svojstva hermitskih operatora

Vlastite vrijednosti hermitских матрица су реалне.

$$\begin{array}{c}
 \mathbf{v}^\dagger \mathbf{A} \mathbf{v} = \lambda \mathbf{v}^\dagger \mathbf{v} \quad / \text{slijeva } \mathbf{v}^\dagger. \\
 \mathbf{A} \mathbf{v} = \lambda \mathbf{v} \quad / \xrightarrow{\text{hermitsko konjugiranje}} \mathbf{v}^\dagger \mathbf{A}^\dagger = \lambda^* \mathbf{v}^\dagger \\
 \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \text{/zdesna } \mathbf{v} \\
 \text{oduzimanjem ovih jednakosti} \\
 \mathbf{v}^\dagger \mathbf{A} \mathbf{v} = \lambda^* \mathbf{v}^\dagger \mathbf{v} \quad \mathbf{A} \text{ je hermitska} \\
 \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \mathbf{A} = \mathbf{A}^\dagger \\
 \mathbf{v}^\dagger \mathbf{A}^\dagger \mathbf{v} = \lambda^* \mathbf{v}^\dagger \mathbf{v} \\
 \text{skalarni produkt vektora sa samim sobom} \\
 0 = (\lambda^* - \lambda) \mathbf{v}^\dagger \mathbf{v} \quad \xrightarrow{\text{zbog } \mathbf{v}^\dagger \mathbf{v} > 0, \text{ slijedi } \lambda^* = \lambda} \checkmark
 \end{array}$$

Gdje se to svojstvo koristi u kemiji? Schrödingerova jednadžba osnova je za opis svojstava molekula, njihove interakcije s drugim molekulama i elektro-magnetskim zračenjem. Kako je Hamiltonian hermitski operator njegove vlastite vrijednosti su energije sustava i one su realne. Kada nebi bio hermitski energije bi bile iaginarne i sustav nebi imao fizikalno značenje. $\mathcal{H}\Psi = E \Psi$

Vlastiti vektori hermitских матрица с различитим властитим vrijednostima су ортогонални.

$$\begin{aligned}
 \mathbf{v}^\dagger \mathbf{A} \mathbf{u} = \lambda \mathbf{v}^\dagger \mathbf{u} &\xleftarrow{\text{slijeva } \mathbf{v}^\dagger} \mathbf{A} \mathbf{u} = \lambda \mathbf{u} & \mathbf{A} \mathbf{v} = \mu \mathbf{v} &\xrightarrow{\text{slijeva } \mathbf{u}^\dagger} \mathbf{u}^\dagger \mathbf{A} \mathbf{v} = \mu \mathbf{u}^\dagger \mathbf{v} \\
 && \lambda \neq \mu & \downarrow / \dagger \text{ (hermitsko konjugiranje)} \\
 && \mathbf{v}^\dagger \mathbf{A} \mathbf{u} = \mu \mathbf{v}^\dagger \mathbf{u} &\xleftarrow[\mu = \mu^*]{\mathbf{A} = \mathbf{A}^\dagger} \mathbf{v}^\dagger \mathbf{A}^\dagger \mathbf{u} = \mu \mathbf{v}^\dagger \mathbf{u} \\
 &\text{oduzimanjem} && \\
 &\text{ovih jednakosti} && \\
 &\xrightarrow{0 = (\lambda - \mu) \mathbf{v}^\dagger \mathbf{u} \xrightarrow{\text{jер је } \lambda \neq \mu} \mathbf{v}^\dagger \mathbf{u} = 0} && \checkmark
 \end{aligned}$$

Gdje se to svojstvo koristi u kemiji?
Molekulske orbitale, atomska i molekulska spektroskopija (elektronski prijelazi).

Primjena

Metoda linearne kombinacije nekih zadanih funkcija:

$$\Psi = c_1 \Phi_1 + c_2 \Phi_2 + \dots c_n \Phi_n = \sum_{i=1}^n c_i \Phi_i$$

Traženje optimalnih parametara ci vodi na matričnu jednačbu:

$$\begin{pmatrix} H_{11} & H_{12} & \cdots & H_{1n} \\ H_{21} & H_{22} & \cdots & H_{2n} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ H_{n1} & H_{n2} & \cdots & H_{nn} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \\ \vdots \\ c_n \end{pmatrix} = E \begin{pmatrix} 1 & S_{12} & \cdots & S_{1n} \\ S_{21} & 1 & \cdots & S_{2n} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ S_{n1} & S_{n2} & \cdots & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \\ \vdots \\ c_n \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{H}\mathbf{C} = E \mathbf{S}\mathbf{C}$$

Roothanova jednadžba

Poopćena jednačba vlastitih vrijednosti.
Formalno slična Schrödingerovoj jednačbi.

$$H_{ij} = \int \Phi_i^* \mathbf{H} \Phi_j d\tau \quad \begin{array}{l} \text{matrični elementi} \\ \text{hamiltonijana} \end{array}$$

$$S_{ij} = \int \Phi_i^* \Phi_j d\tau \quad \begin{array}{l} \text{matrični elementi overlapa} \\ (\text{prekrivanja}) \end{array}$$

$$(\mathbf{H} - E\mathbf{S})\mathbf{C} = 0$$

Homogeni sustav n jednačbi s **n** nepoznanica.
Netrivijalno rješenje postoji onda i samo onda
ako je determinanta sustava nula:

$$|\mathbf{H} - E\mathbf{S}| = 0$$

$$\begin{vmatrix} H_{11} - E & H_{12} - ES_{12} & \cdots & H_{1n} - ES_{1n} \\ H_{21} - ES_{21} & H_{22} - E & \cdots & H_{2n} - ES_{2n} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ H_{n1} - ES_{n1} & H_{n2} - ES_{n2} & \cdots & H_{nn} - E \end{vmatrix} = 0$$

Sekularna determinanta.

Rješenje te determinante daje n energija E . (E_1, E_2, \dots, E_n). Uvrštavanjem u (1) svaka od tih energija daje n koeficijenata c_i , odnosno svaka energija daje odgovarajuću valnu funkciju Ψ : $\Psi = c_1 \Phi_1 + c_2 \Phi_2 + \dots + c_n \Phi_n$

Metoda molekularnih orbitala (MO)

Funkcije Φ_i su atomske orbitale (AO): Svaka AO sadrži jednu česticu (elektron). To je metoda linearne kombinacije atomskih orbitala (LCAO). Funkcije Φ_i su orthonormirane!

Huckelova molekularno orbitalna teorija (HMO)

Uzima u obzir samo π elektrone. Konjugirani sustavi (sustavi u kojima su dvije ili više dvostrukih veza međusobno odvojene jednom jednostrukom).

Hückel 1931; tri pretpostavke:

$$H_{ii} = \int \Phi_i^* H \Phi_i d\tau = \alpha$$

Coulombski integral. Isti za sve C atome koji sudjeluju u konjugaciji!

$$H_{ij} = \int \Phi_i^* H \Phi_j d\tau = \begin{cases} \beta & \text{ako su atomi (i) i (j) susjadi} \\ 0 & \text{Ako atomi (i) i (j) nisu susjadi} \end{cases}$$

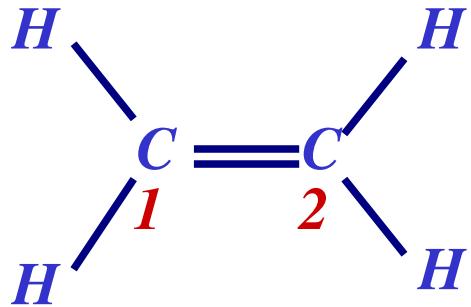
β je rezonantni integral koji je isti za sve C-C veze!

$$S_{ij} = \int \Phi_i^* \Phi_j d\tau = \delta_{ij}$$

Nema prekrivanja 2pz orbitala!

$$\begin{vmatrix} H_{11} - E & H_{12} - ES_{12} & \cdots & H_{1n} - ES_{1n} \\ H_{21} - ES_{21} & H_{22} - E & \cdots & H_{2n} - ES_{2n} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ H_{n1} - ES_{n1} & H_{n2} - ES_{n2} & \cdots & H_{nn} - E \end{vmatrix} = 0$$

Primjena HMO teorije na molekulu etilena (etenata)



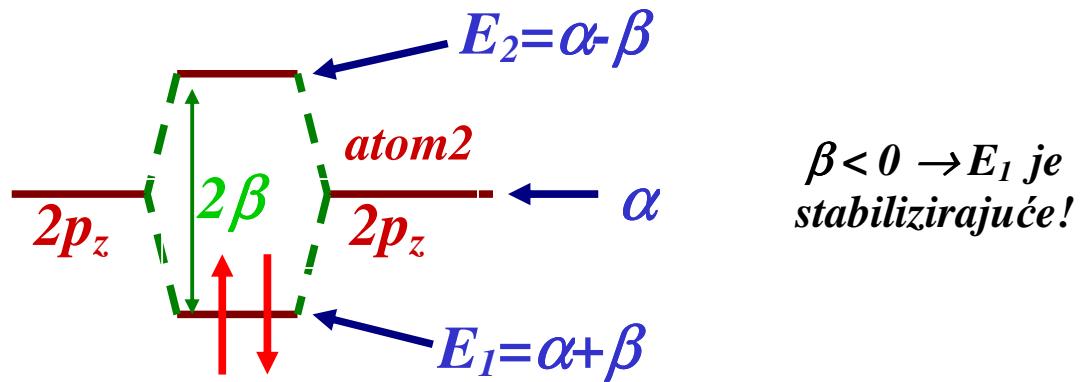
“kostur” molekule čine sp^2 hibridi na C atomima i 1s AO na H atomima. 10 elektrona (po 1 od svakog H atoma i po 3 od svakog C atoma) sudjeluju u tvorbi σ veza. Ostaju 2 $2p_z$ elektrona koji tvore p-elektronски sustav:

Prema Hückelovim pravilima pišemo sekularnu determinantu:

$$\begin{vmatrix} \alpha - E & \beta \\ \beta & \alpha - E \end{vmatrix} = 0 \quad \text{substitucija: } x = \frac{E - \alpha}{\beta} \quad \text{daje: } \begin{vmatrix} -x & 1 \\ 1 & -x \end{vmatrix} = 0$$

$$\begin{vmatrix} -x & 1 \\ 1 & -x \end{vmatrix} = 0 \quad \rightarrow \quad x^2 = 1 \quad \rightarrow \quad x = \pm 1 \quad \rightarrow \quad \begin{aligned} E_1 &= \alpha + \beta \\ E_2 &= \alpha - \beta \end{aligned}$$

energije



$$E\pi(\text{etilen}) = 2E_1 = 2\alpha + 2\beta$$

$$E\pi(\text{veza}) = E\pi(\text{etilen}) - 2\alpha = 2\beta$$

Energija π -elektronske veze!

Valne funkcije:

$$\Psi = c_1 \Phi_1 + c_2 \Phi_2 \quad \text{rješavamo sustav:} \quad \rightarrow \quad \begin{aligned} c_1(-x) + c_2 I &= 0 \\ c_1 I + c_2(-x) &= 0 \end{aligned}$$

$$x_1 = I \rightarrow -c_1 + c_2 = 0$$

Uz uvijjet

$$x_2 = -I \rightarrow c_1 + c_2 = 0$$

Normiranosti:

$$c_1^2 + c_2^2 = 1$$

Dobivamo:

$$\Psi_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} (\Phi_1 + \Phi_2)$$

$$\Psi_2 = \frac{1}{\sqrt{2}} (\Phi_1 - \Phi_2)$$

Ψ_1 i Ψ_2 su (normirane) molekularne orbitale (MO). Valna funkcija Ψ_1 ima energiju $E_1 = \alpha + \beta$, a valna funkcija Ψ_2 ima energiju $E_2 = \alpha - \beta$.

Primena **HMO** teorije u spektroskopiji.

Molekula apsorbira ili emitira EMZ. Elektroni se pobude i prelaze u stanje više energije, u ovom slučaju kod etilena elektroni prelaze iz stanja Ψ_1 u stanje Ψ_2 pri čemu apsorbiraju energiju zračenja 2β . Kako β ima svoju vrijednost iz Planckove jednadžbe $E = h\nu$ se može izračunati na kojoj valnoj duljini apsorbira molekula. (vrijedi samo za konjugirane sustave)

Račun proveden u matlabu programom u prilogu:

Huckelova molekularno orbitalna teorija za neciklicke konjugirane sustave, HMO:

unesite broj ugljikovih atoma koji su u konjugaciji, $n = 2$

orbitale i njihove energije:

$$1. \text{ orbitala: } \psi(1) = 0.707107\phi(1) + 0.707107\phi(2) \\ E(1) = a + 1*b$$

$$2. \text{ orbitala: } \psi(2) = 0.707107\phi(1) - 0.707107\phi(2) \\ E(2) = a - 1*b$$

$$\lambda = 124.237 \text{ nm}$$

Literatura:

P. Atkins, R. Friedman. Molecular quantum mechanics, fourth edition, 2005.

D. Babić, Predavanja iz matematičkih metoda u kemiji, PMF, 2006.

K. Kumerički, Simetrije u fizici, PMF, 2004.