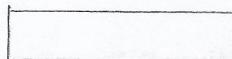


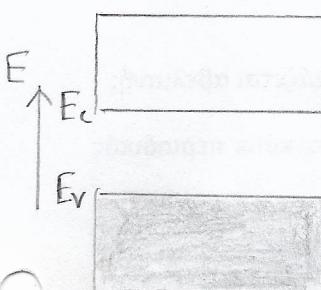
γενικό σχήμα

ΣΤΕΡΕΑ

συνεχές φάσης, Jünger



άδεια



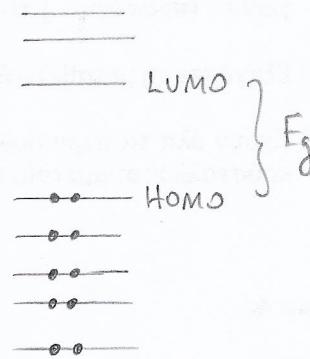
ΔΙΦΕΡΕΝΤΙΑΛ

ΖΩΝΗ ΑΓΩΓΗΣ ΜΟΤΗΓΑΣ

→ διπολικές της ιώνων αρχικέτητες
E_G (Δερματίωδες ενέργειες καύση)

→ η κορυφή της ιώνων σύνθετης
κατεύθυνσης

ΖΩΝΗ ΣΘΕΝΟΥΣ



κατεύθυνση

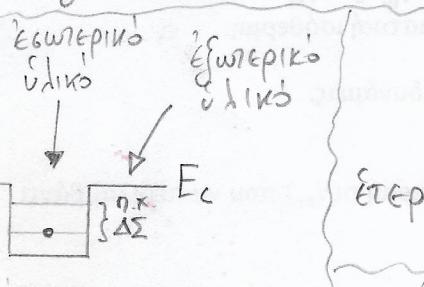
E_G = 0 METΑΛΛΟ

E_G μετατικές υικές ΗΜΙΑΓΩΓΟΣ

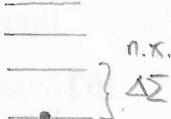
E_G σχετικά μεγάλα ΜΟΝΩΤΗΣ

HOMO (Highest Occupied Molecular Orbital) Υψηλότερο Κατεύθυνση Μοριακό Τροχιακό

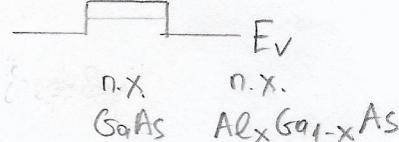
LUMO (Lowest Unoccupied Molecular Orbital) Χαμηλότερο Μη Κατεύθυνση (ΔΙΦΕΡΕΝΤΙΑΛ) Μοριακό Τροχιακό.



ΕΙΚΟΝΕΣ για T=0K



Ετεροδοσίη (heterostructure)



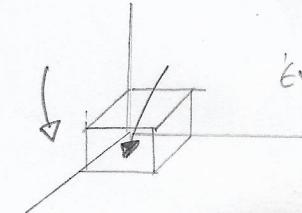
Έκθεση σε 2Δ
έτρωνιση σε 1Δ
localization

κρατικός φρέσας (quantum well)

ζητοπλιθύσιο σε 2Δ
ζητοπλιθύσιο σε 1Δ

κρατική γελεία (quantum dot)
νανοσωματίδιο (nanoparticle)

κρατικό σύρρα
quantum wire



έτρωνιση σε 3Δ

3Δ φρέσας διακρικός
διατόσεις (πολύ χαρδικός)
1nm - 1000 nm, συνήθως
10nm - 100 nm

KENTRO XΡΩΜΑΤΟΣ:

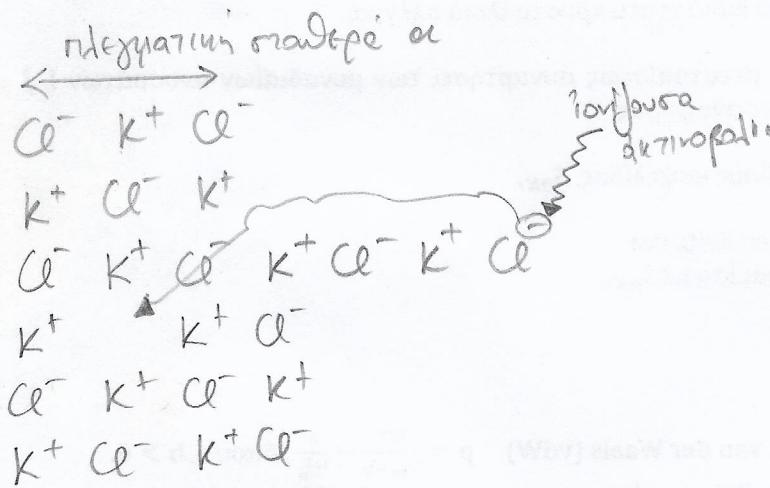
color center

Άρεια της κρυσταλλικής δομής
που σχετίζεται με την παρίβεση
Έρες ιδεκτρών και ψηφροφέ
περιου στην περιοχή των δραστών φάσησας.

π.χ. σε ιοντικούς κρυστάλλους
όποιορος χωρίς ολικής π.χ. KCl , $NaCl$, ...

Ιονιούσα δικτυοβόλη έδαφης ιδεκτρών
άνθρακας π.χ. ανθρακίτης C .

Το έδαφος ιδεκτρών πολύ δεν είναι
τέλειο γιατί δεν έχει τις βασικές



Διαρροής έρεψης ιδεκτρών στην κενή δέση $\sim 6 \frac{-e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} < 0$

$$r = \frac{a}{2}$$

Το χρώμα έξαρτος διότι το ψεύτικο των κερών

Sinc



Όσο περισσότερο σύνημα το φρέσκο τόσο λιγότερο διέχουν οι πολύες...

ΣΤΕΡΕΟ = ΠΛΕΓΜΑ + ΒΑΣΗ ②

ΚΡΥΣΤΑΛΛΟΣ = Κρυσταλλικό ολόγυρο
+ βάση

Περιοδικότητη

$$P = \sum_i n_i \hat{\omega}_i \text{ ηλεκτρ. οντότητα}$$

$$\{n_i\}_{i \in \mathbb{Z}} \quad \{\hat{\omega}_i\} \text{ ΘΑΜ}$$

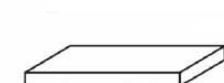
κατε όποιον από την περιοδικότητα
δυνατής είναι άρεια (defect)

Άρειες:

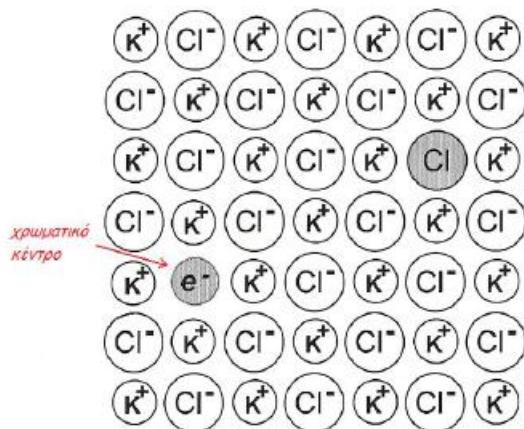
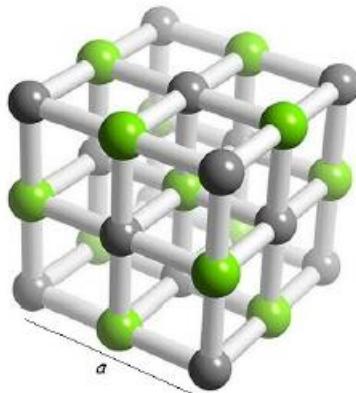
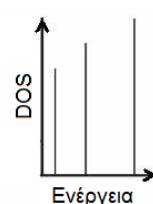
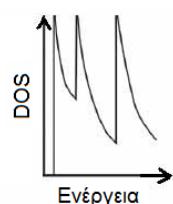
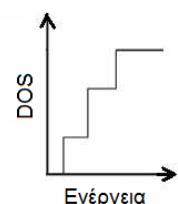
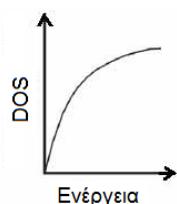
- προσμητικές
- κενή δέσης
- έπιπλεον έρεψη σε θέσεις που δεν προβλέπονται από την περιοδικότητα
- κλπ

Οι θέσητες των άτομων έξαρτων
άπο την φύση των κρυστάλλων
(host crystal) και τις αρείες
(defects).

3Δ όγκος
3D Bulk (οιονεί) 2Δ κβαντικό φρέαρ
 (quasi) 2D quantum well (οιονεί) 1Δ κβαντικό σύρμα
 (quasi) 1D quantum wire (οιονεί) 0Δ κβαντική τελεία
 (quasi) 0D quantum dot



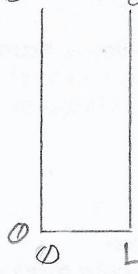
πυκνότητα καταστάσεων, density of states (DOS)



Σχήμα 2.7: (Αριστερά) Κρύσταλλος χλωριούχου καλίου (KCl). Η δομή μπορεί να περιγραφεί με ένα εδροκεντρωμένο κυβικό πλέγμα [fcc, face-centered cubic] με διατομική βάση (ζεύγος κατιόντος - ανιόντος), π.χ. σε κάθε πλεγματικό σημείο τοποθετείται (i) ένα κατίον ακριβώς στο πλεγματικό σημείο και (ii) ένα ανίον σε σημείο που απέχει απόσταση $(a/2)(\hat{x} + \hat{y} + \hat{z})$, όπου a είναι η πλεγματική σταθερά. Για παράδειγμα στο πλεγματικό σημείο στην αρχή των αξόνων (στο 0) έχουμε ένα κατίον και το αντίστοιχο ανίον βρίσκεται στο κέντρο της συμβατικής κυβικής κυψελίδας. Κάθε π.χ. κενό ανιόντος χλωρίου έχει 6 κατίοντα καλίου ως πρώτους γείτονες. (Δεξιά) Επίπεδη αναπαράσταση. Χρωματικό κέντρο με παγιδευμένο ηλεκτρόνιο σε ένα κενό Cl^- . Το ηλεκτρόνιο έχει φύγει από ένα ανίον Cl^- π.χ. λόγω ακτινοβολήσεως. Η κατανομή της κυματοσυναρτήσεως του ηλεκτρονίου καθορίζεται από τη μορφή του τριδιάστατου κβαντικού φρέατος που δημιουργείται στην άδεια θέση.

Αδρή προσέγγιση \rightarrow ηλεκτρόβαρο φρέαρ

(3)



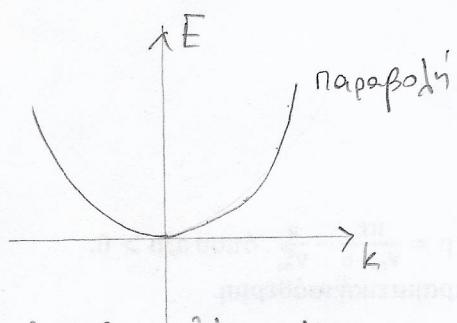
$$V(x) = \begin{cases} 0, & 0 < x < L \\ \infty, & \text{otherwise} \end{cases}$$

$$E_n = \frac{\hbar^2 \pi^2 n^2}{2m L^2}, \quad n=1,2,3,\dots$$

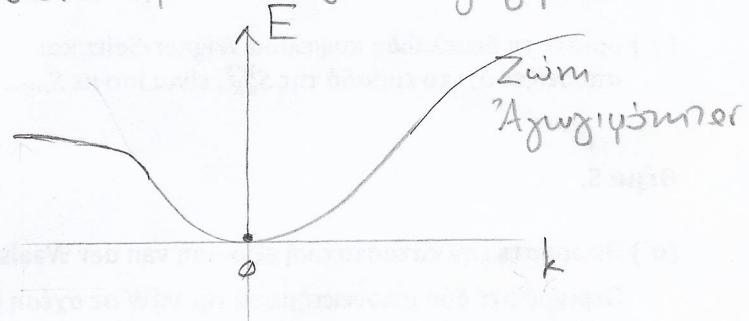
Έντος κρυσταλλού $E_n = \frac{\hbar^2 \pi^2 n^2}{2m^* L^2}, \quad n=1,2,3,\dots$ m^* = έντροφής μάζας
effective mass

$$E(k) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \quad \text{έλευθερο ηλεκτρόνιο}$$

$$E(k) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m^*} \quad \text{ηλεκτρόνιο έντος κρυσταλλού,
κοντά στον πυρήνα της ίωνς οχυρώνεται}$$



έλευθερο ηλεκτρόνιο



ηλεκτρόνιο έντος κρυσταλλού

$$E(k) = E(0) + E'(0) \frac{k}{1!} + E''(0) \frac{k^2}{2!} + \dots$$

στη δίση σημειού έχουμε έλαξης, $E'(0)=0$ & $E''(0)>0$, δηλαδή, ζειλέγοντας τους αριθμούς θα έχουμε $E(0)=0$ και άγριωνται οριας ένων της διατήρησης της ενέργειας \Rightarrow

$$E(k) \approx \frac{E''(0)}{2} k^2$$

έργοντας $\frac{\hbar^2}{2m^*} = \frac{E''(0)}{2} \Rightarrow m^* = \frac{\hbar^2}{E''(0)}$

ΑΣΚΗΣΗ Διεργατική $E(k)$, να βρεθεί η έντροφής μάζα...

Όταν η αύστηση γενικά συσχίνεται με την

$$E_{n+1} - E_n = \frac{\hbar^2 n^2}{2m*L^2} (2n+1), \quad n=1,2,3,\dots \quad \star$$

αυτομόρφως όρθογον των L^2 (στα ρηχά φέρεται ως σχέδιος πλανήτων)
όρθογον των $(2n+1)$ (οι διψήφιες διέξοδοι περιβολής)

$$\psi_n(x) = \begin{cases} \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right), & 0 < x < L \\ 0 & \text{όψεως} \end{cases}$$

σε διαπερνή

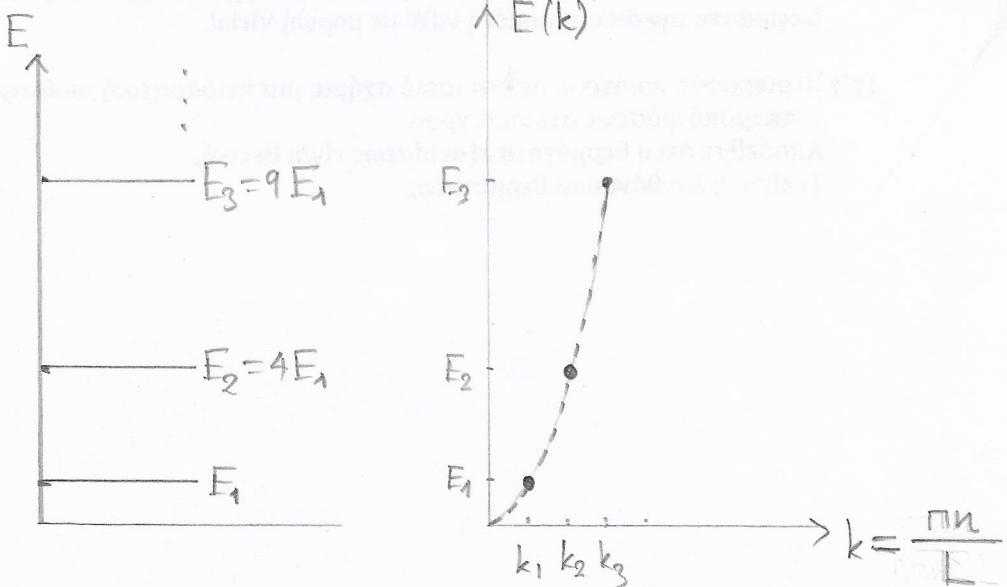
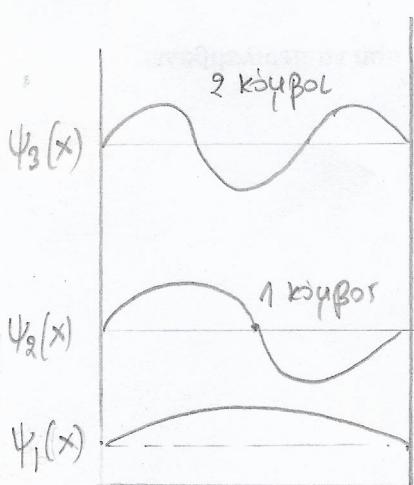
τε ∞ φρέσκη

$$P_n(x) = \begin{cases} \frac{2}{L} \sin^2\left(\frac{n\pi x}{L}\right), & 0 < x < L \\ 0 & \text{όψεως} \end{cases}$$

Στα κέντρα χρήσιμων, διαχειρίζεται συν απορράφηση (absorption) έρος φωτός για τη παραγωγή ενέργειας και συν απορράφηση διεύρεση του (excitation) από τη θετική κατάσταση (ground state) σε για διεύρεση κατάστασης (excited state). Εγίσων \star

$L \uparrow \Rightarrow E_{n+1} - E_n \downarrow \Rightarrow$ μεταβολή προς έρυθρό (red shift)

$L \downarrow \Rightarrow E_{n+1} - E_n \uparrow \Rightarrow$ μεταβολή προς μπλε (blue shift)



κόμβων = $n-1$
node = κόμβος

$$E_n = \frac{\hbar^2 n^2}{2m*L^2} := \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \quad n=1,2,3,\dots$$

3Δ Αντιρόβαδο φρέσο

$$\nabla(\vec{r}) = V_1(x) + V_2(y) + V_3(z)$$

$$\left\{ -\frac{\hbar^2}{2m^*} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) + V_1(x) + V_2(y) + V_3(z) \right\} \psi(\vec{r}) = E \psi(\vec{r})$$

Δοκιμάζουμε λύση γνής ψευδώς $\Psi(\vec{r}) = X(x) Y(y) Z(z)$

$$-\frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2X}{dx^2} \cdot YZ - \frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2Y}{dy^2} \cdot XZ - \frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2Z}{dz^2} \cdot XY$$

μεθόδος
χωρίζοντας
μητρικήν

$$+ V_1(x)XYZ + V_2(y)XYZ + V_3(z)XYZ = E XYZ$$

διαιρούμε για $XYZ \rightarrow$

$$-\frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2X}{dx^2} \cdot \frac{1}{X} - \frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2Y}{dy^2} \cdot \frac{1}{Y} - \frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2Z}{dz^2} \cdot \frac{1}{Z}$$

$$+ V_1(x) + V_2(y) + V_3(z) = E$$

~~~~~ ~~~~~ ~~~~~ m  
 $f_1(x)$   $f_2(y)$   $f_3(z)$  σταθερά

$$\Rightarrow E = E_1 + E_2 + E_3$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2X}{dx^2} \cdot \frac{1}{X} + V_1(x) = E_1 \quad 1Δ \text{ αντιρόβαδο φρέσο}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2Y}{dy^2} \cdot \frac{1}{Y} + V_2(y) = E_2 \quad 1Δ \text{ αντιρόβαδο φρέσο}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m^*} \frac{d^2Z}{dz^2} \cdot \frac{1}{Z} + V_3(z) = E_3 \quad 1Δ \text{ αντιρόβαδο φρέσο}$$

$$E_{n_1, n_2, n_3} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2m^*} \left( \frac{n_1^2}{L_x^2} + \frac{n_2^2}{L_y^2} + \frac{n_3^2}{L_z^2} \right) \quad \text{kai yia } L_x = L_y = L_z = L$$

$$E_{n_1, n_2, n_3} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2m^* L^2} (n_1^2 + n_2^2 + n_3^2)$$

$$\left. \begin{array}{l} E_{\Theta\Sigma} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2m^* L^2} \cdot 3 \\ E_{\Gamma\Delta\Sigma} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2m^* L^2} \cdot 6 \end{array} \right\} E_{\Gamma\Delta\Sigma} - E_{\Theta\Sigma} = \frac{3\hbar^2 \pi^2}{2m^* L^2}$$

όποιη έργεται του ανορροφουμένου φωτοίου,  
ώστε το μέτρο να γίνεται ανάτη ΘΣ  
στην ΔΣ, θα είναι

$$h\nu = \frac{3\hbar^2 \pi^2}{2m^* L^2}$$

$$\gamma^{10} L = \frac{a}{2} \quad h\nu = \frac{6\hbar^2 \pi^2}{m^* a^2} \quad n \times NaCl \quad h\nu \approx 12.498 \text{ eV}$$

$$a = 0.565 \text{ nm}$$

$$\gamma^{10} L = a \quad h\nu = \frac{3\hbar^2 \pi^2}{2m^* a^2} \quad m^* \approx 1.13 \text{ Me} \quad h\nu \approx 3.1245 \text{ eV}$$

$$h\nu_{\text{neip}} \approx 2.7 \text{ eV}$$

$$\frac{3.1245 - 2.7}{2.7} \approx 0.1572 \approx 0.16 \quad 16\% \text{ διάδοση}$$

$$h\nu_{\text{neip}} = 2.7 \text{ eV} \rightsquigarrow \lambda \approx 460 \text{ nm} \text{ μπεργκάτος}$$

Όταυτίζεται πολύ προσεγγιστική, αντοικική

Όμως, το βασικό ποιοτικό συγκέρασμα είναι

$$h\nu \propto \frac{1}{a^2} \quad v = \frac{c}{\lambda}$$

η εξίσω

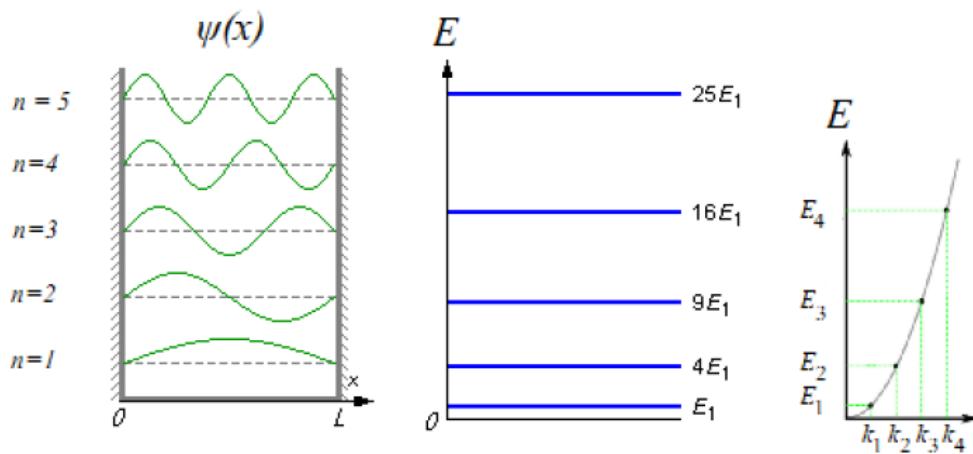
$$h\nu = \frac{0.97}{(\alpha \text{ nm})^{1.772}} \text{ eV}$$

$$\lambda \propto a^2$$

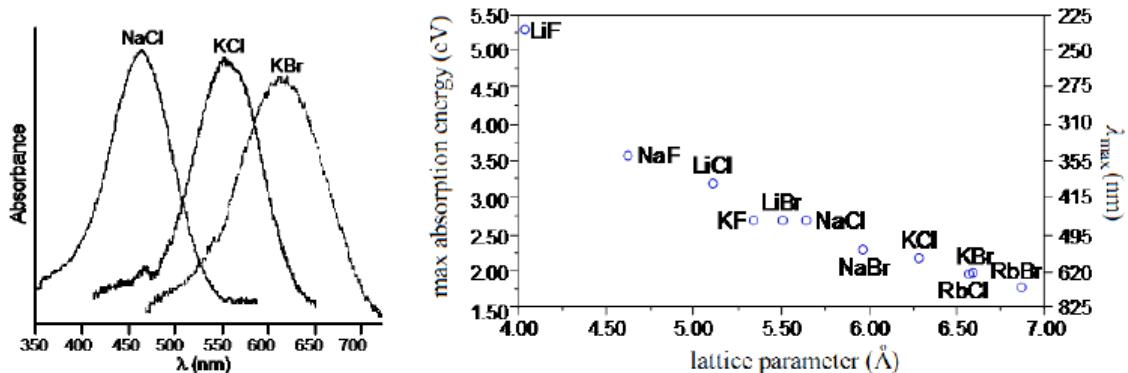
$$\lambda \propto (\alpha \text{ nm})^{1.772}$$

μπορεί να ταιριάξει σκανοποιητικό

Όταυτίζεται δεδομένα των αλογορίχων ακαδημιών.



Σχήμα 2.8: Ιδιοσυναρτήσεις, ιδιοενέργειες και ενεργειακή διασπορά ( $k_n = n\pi/L, n = 1, 2, 3, \dots$ ) του σωματίδιου στο απλούκο πρότυπο απειρόβαθμου φρέατος. Στην εικόνα της ενεργειακής διασποράς η γκρίζα συνεχής γραμμή αντιπροσωπεύει ένα σωματίδιο που κινείται ελεύθερα μέσα στον κρύσταλλο. Στο δεσμευμένο σωματίδιο, όμως, επιτρέπονται μόνο συγκεκριμένες ενέργειες (διακριτές ενέργειακές καταστάσεις).

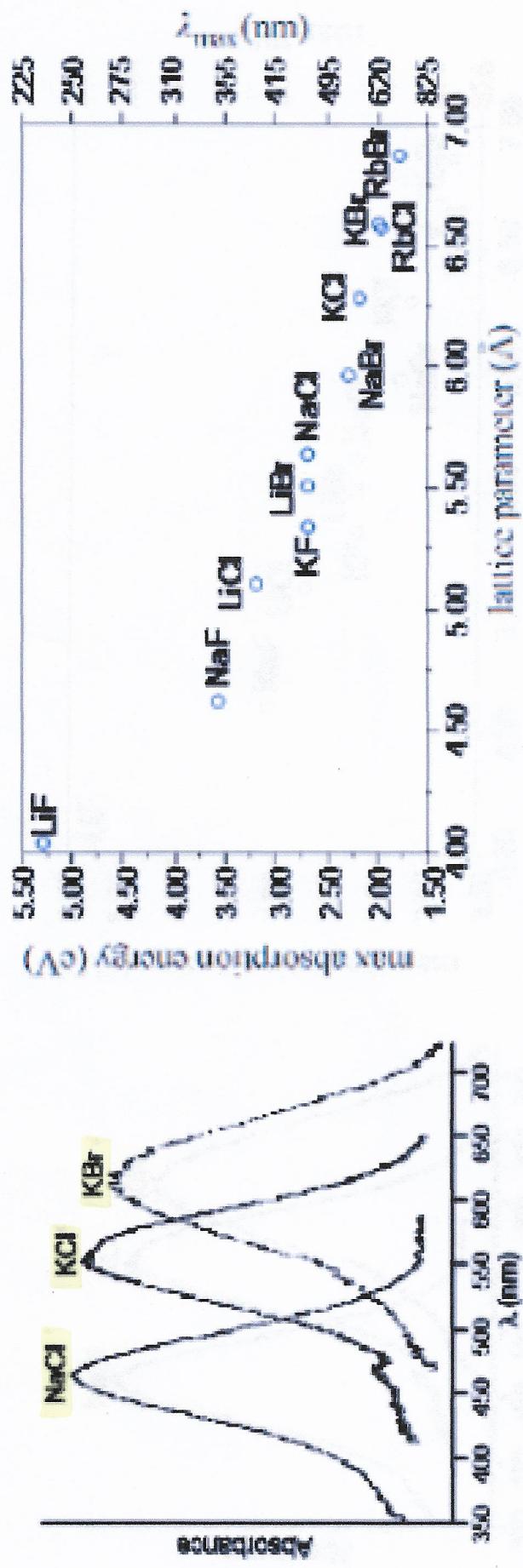


Σχήμα 2.9: (Αριστερά) Φάσματα απορροφήσεως χρωματικών κέντρων, που ελήφθησαν στον αέρα, σε 298 K, στο υπεριώδες - ορατό, από κρυστάλλους NaCl, KCl, KBr, που ακτινοβολήθηκαν με πηνίο Tesla [23]. Το χρώμα εξαρτάται από το μέγεθος του χώρου που αφήνει η ατέλεια, άρα από την πλεγματική παράμετρο ή πλεγματική σταθερά,  $a$ . Η κορυφή του φάσματος απορροφήσεως είναι έτοι μετατοπισμένη επειδή  $a_{NaCl} < a_{KCl} < a_{KBr}$ . (Δεξιά) Εξάρτηση της κορυφής το φάσματος απορροφήσεως από την  $a$  σε κρυστάλλους αλογονούχων αλκαλίων [23]. Αύξηση της  $a$  δημιουργεί μεγαλύτερα κενά όταν λείπει κάποιο ιόν, επομένως ευρύτερο φρέαρ δυναμικής ενέργειας και άρα μικραίνει η ενέργειακή απόσταση θεμελιώδους - 1ης διεγερμένης στάθμης και επομένως μικραίνει η ενέργεια (αυξάνεται το μήκος κύματος) του φωτονίου που αντιστοιχεί στη μετάβαση.

(7)

$$\textcircled{1} \quad \lambda \propto a^2$$

- \textcircled{2} Τα φέγγαρχα σε διάφανες επιφάνειες  $S$ , αλλά έχουν γεγονότα



**Σχήμα 2.9: (Αριστερά) Φύση μητριαίων κέντρων, του ελήφθησαν στον αέρα, σε 298 K, στο υπερώδες - ορατό, από κρυστάλλους  $\text{NaCl}$ ,  $\text{KCl}$ ,  $\text{KBr}$ , που ακτινοβολήθηκαν με πηνίο Tesla [23]. Το χρώμα εξαρτάται από το μέγεθος του χέρου που αφήνει η ατέλεια, άρα από την πλευρική παριζητροή ή πλευρική σταθερά, a. Η κορυφή την φίστικας απορροφήσεως είναι έτσι μεταπομπένη επειδή  $a_{\text{NaCl}} < a_{\text{KCl}} < a_{\text{KBr}}$ . (Δεξιά) Εξάρτηση της κορυφής της φίστικας απορροφήσεως από την a σε κρυστάλλους αλογονούχων αλικαλίων [23]. Αύξηση της a δημιουργεί μεγάλητερα κερύδια διπλανού φρέαρ διαδικαΐς εφέργευσης και άρα μεγαλύτερη η ενέργειανη απόσταση δεριδιώδους - Ής διεγεριένης στάθμης και εποιένος μετατίνη η ενέργεια (πεξίνει το μήκος κύματος) του φωτονίου που αντιστοχεί στη μετάβαση.**

Τα φωτισμένα, δύκις, δεν είναι συναρπιστικοί δελτα, αλλά έχουν μεγάλο εύρος.

Η διεύρυνση διακρίνεται σε:  
(broadening)

διοργανική διεύρυνση

homogeneous broadening

διοργανολογική διεύρυνση

inhomogeneous broadening

Το όπτιο που προκαλεί τη διεύρυνση  
είναι γύριο για κάθε διπορροφική - έκπομψη

Το όπτιο που προκαλεί τη διεύρυνση  
είναι διαφορετικό για κάθε διπορροφική -  
έκπομψη

π.χ. διάρρονος λύματος γύριος στούδιου

$$\tau \cdot \Delta E \propto h$$

η άρθρωση συντονίσεως

π.χ. σε στερεό

→ έχουμε για συγκεκριμένη διπορροφική -  
έκπομψη

→ το περιβάλλον κάθε διπορροφική -  
έκπομψη

$$dW_{\text{εκπ}}^{\text{αρδ}} = A_{21} dt$$

$$1 = A_{21} \tau$$

$$\tau = \frac{1}{A_{21}}$$

π.χ. σε άραιό δέριο γύριν διέγκυων  
(χωρίς μερή τους ολυμπιόδρομου)

είναι διαφορετικό, δηλαδή

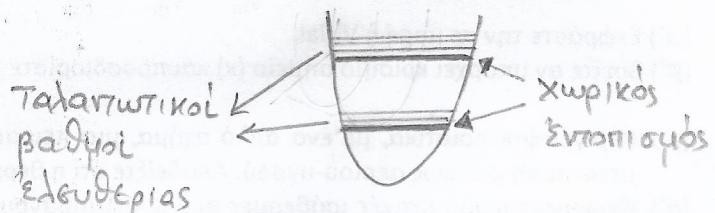
τα κρατικά φρέατα

δεν είναι ταυτόσημα...

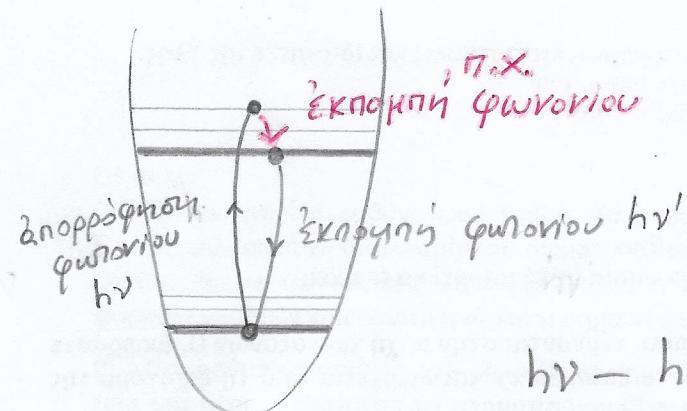
$$k_{\text{DP}} \Rightarrow$$

έμφεια φρέατα διπορροφικών -  
έκπομψης

π.χ. ταλαριωτικοί βαλόνι έλευθεριας



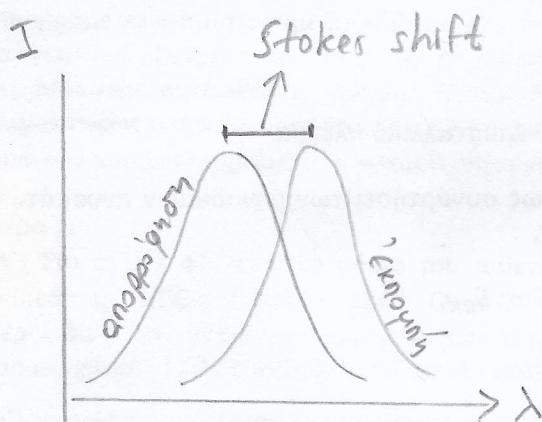
Ακόμη, έπειδη τα κέντρα χρωματος βρίσκονται έρεσ τοπού κάποιου στερεού,  
υπάρχει πάντοτε έρεσ το στριβάριό του.



thermalization δέργωσιν  
Στα ί περισσότερα φωτονία

$$h\nu - h\nu' = \text{μετασύνη Stokes (shift)} > 0$$

$$h\nu - h\nu' = \text{μετασύνη anti-Stokes} < 0$$



HAP 3/2019 4