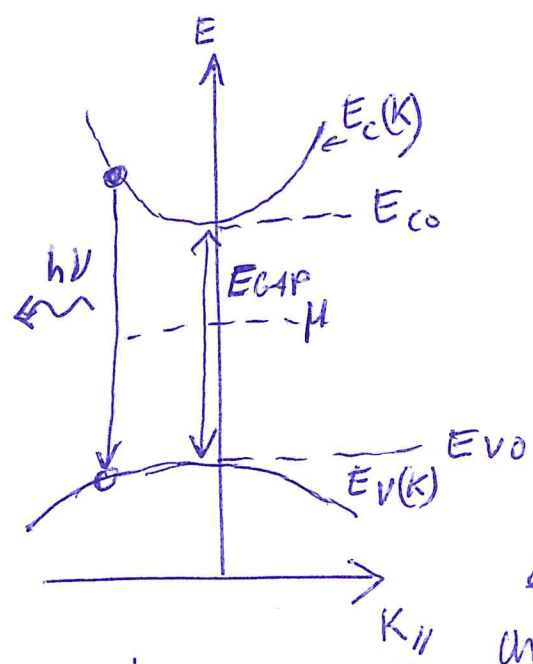


BANDE BIDIMENSIONALI - CALCOLO DELLA PROBABILITA' DI EMISSIONE DI UN FOTONE DI ENERGIA $h\nu$ (1)



Supponiamo che gli elettroni siano in uno stato di quasi-equilibrio e che la probabilità che uno stato in banda di conduzione a un certo K sia occupato sia $f(E_c(K))$ [$f(E)$ distribuzione di Fermi] e che la probabilità che

uno stato in banda di valenza sia vuoto sia data da $1 - f(E_v(K))$, che la densità degli elettroni in banda di ~~conduzione~~ ^{conduzione} sia bassa e quella delle lacune in banda di valenza anche (e che $k_B T \ll E_{gap}$) Allora μ deve essere nella gap lontano sia da E_{c0} che da E_{v0} .

La probabilità ^{$P(h\nu)$} che un fotone sia emesso a energia $h\nu$ lo otterremo sommando su tutti i possibili processi per i vari K

$$P(h\nu) \propto \int \frac{d^2k}{(2\pi)^2} |K_{||} \bar{A} \cdot \bar{P} | P |^2 f(E_c(K)) (1 - f(E_v(K))) \delta(E_c(K) - E_v(K) - h\nu)$$

dove ho usato la regola d'oro di Fermi e ho tenuto conto che lo stato iniziale deve essere occupato e quello finale vuoto, e che stato iniziale e finale devono avere lo stesso K . Sto considerando stati in una piccola regione dello spazio K vicino a $K=0$, posso approssimativamente considerare un valore medio dell'elemento di matrice e quindi portarlo fuori dall'integrale

Quindi

$P(h\nu)$ approssimabile a $k \cdot |A \cdot P| \cdot \int \frac{d^2k}{(2\pi)^2} e^{-\frac{E_c(k)}{k_B T}} e^{\frac{E_v(k)}{k_B T}} S(E_c(k) - E_v(k) - h\nu)$ (2)

(lontano da μ ad alte energie $f(E_c(k))$ è proporzionale a $e^{-\frac{E_c(k)}{k_B T}}$
 (lontano da μ a basse energie $(1 - f(E_v(k)))$ è proporzionale a $e^{\frac{E_v(k)}{k_B T}}$)

$$P(h\nu) \propto e^{-\frac{h\nu}{k_B T}} \int \frac{d^2k}{(2\pi)^2} S(E_c(k) - E_v(k) - h\nu)$$

l'integrale è uguale a $\frac{2}{(2\pi)^2} \int_c dl \frac{1}{|V_k(E_c(k) - E_v(k) - h\nu)|}$

dove c è la curva su cui $E_c(k) - E_v(k) - h\nu = 0$

Se $E_c(k) = E_{c0} + \frac{\hbar^2 k^2}{2m_c^*}$

$E_v(k) = E_{v0} - \frac{\hbar^2 k^2}{2|m_v^*|}$

allora la curva c è un cerchio di raggio

$$k' = \frac{1}{\hbar} \sqrt{(h\nu - (E_{c0} - E_{v0})) 2m_0^*}$$

con $\frac{1}{m_0^*} = \frac{1}{m_c^*} + \frac{1}{|m_v^*|}$

$$\begin{aligned}
 (E_c(k) - E_v(k) - h\nu) &= E_{c0} - E_{v0} + \frac{\hbar^2 k^2}{2m_c^*} + \frac{\hbar^2 k^2}{2|m_v^*|} \\
 &= E_{c0} - E_{v0} + \frac{\hbar^2}{2m_0^*} k^2
 \end{aligned}$$

$$|V_k(E_c(k) - E_v(k) - h\nu)| = \frac{\hbar^2}{m_0^*} k$$

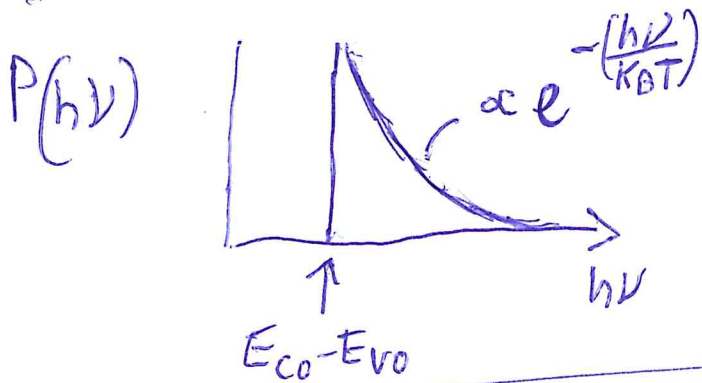
quindi $\frac{2}{(2\pi)^2} \int_c dl \frac{1}{|V_k(E_c(k) - E_v(k) - h\nu)|} = \frac{2}{(2\pi)^2} \frac{2\pi k'}{\frac{\hbar^2 k'}{m_0^*}}$

$= \frac{m_0^*}{\pi \hbar^2}$ per $h\nu > E_{c0} - E_{v0}$

$= 0$ per $h\nu < E_{c0} - E_{v0}$

quindi $P(h\nu) \propto e^{-\left(\frac{h\nu}{k_B T}\right)} \frac{m_0^*}{\pi \hbar^2}$ per $h\nu > (E_{co} - E_{vo})$ (5)

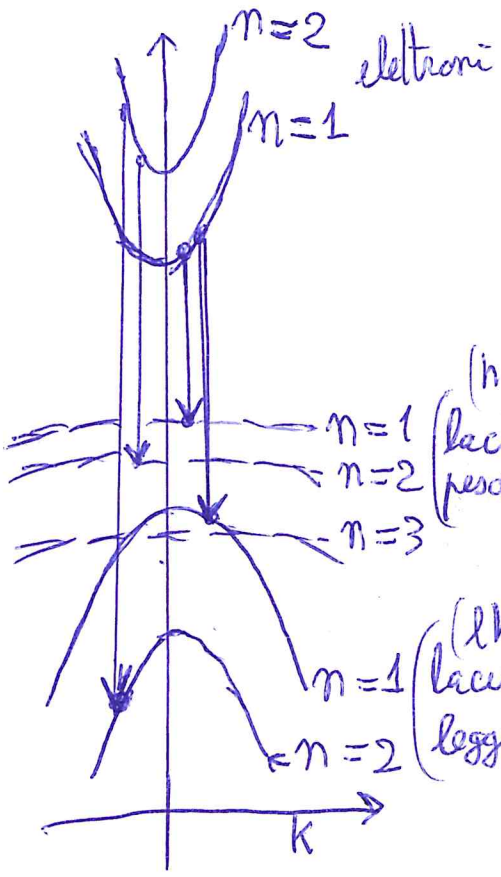
$= 0$ per ~~E_{co}~~ $h\nu < (E_{co} - E_{vo})$



Spettro di fotoluminescenza
da coppia di bande
bidimensionali.

Nelle condizioni del vostro esperimento l'elemento di matrice $\langle i | \bar{A} \cdot \bar{P} | f \rangle$ sarà apprezzabilmente diverso da zero solo per transizioni tra stati con lo stesso numero quantico n (n è il numero quantico relativo agli stati nei pozzi quantici unidimensionali lungo la direzione x).

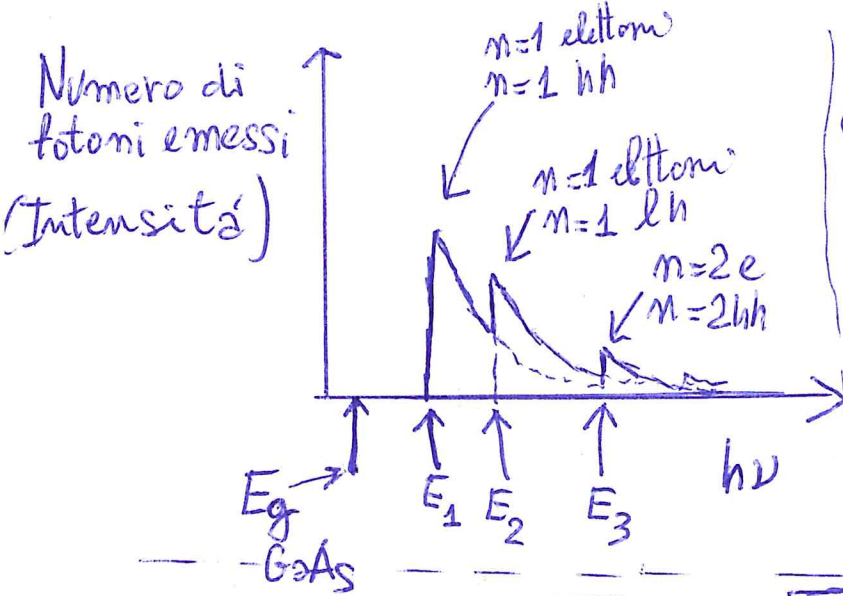
Quindi negli spettri di fotoluminescenza saranno apprezzabili solo i contributi relativi alle transizioni tra la prima banda ^($n=1$) degli elettroni in conduzione e la prima banda delle lacune pesanti e la prima banda delle lacune leggere ^($n=1$), la seconda banda per gli elettroni ^($n=2$) e le seconde bande per le lacune leggere e pesanti, - etc ($n=2$), e non le transizioni $1 \rightarrow 2$ o $2 \rightarrow 1$ o ...



Schema delle transizioni permesse nelle condizioni del vostro esperimento

Lo spettro di fotoluminescenza totale, nelle approssimazioni sino a qui usate, sarà dato dalla somma dei contributi delle transizioni tra singole coppie di bande (da $n=1$ elettroni a

$n=1$ lacune pesanti, da $n=1$ elettroni a $n=1$ lacune leggere, da $n=2$ elettroni a $n=2$ lacune pesanti, da $n=2$ elettroni a $n=2$ lacune leggere, -----)



con

$$E_1 = E_{gGaAs} + E'_{1c} + E'_{1hh}$$

$$E_2 = E_{gGaAs} + E'_{1c} + E'_{2lh}$$

$$E_3 = E_{gGaAs} + E'_{2c} + E'_{2hh}$$

