

1 Grups discrets infinits: El grup de traslacions

Considerem una xarxa unidimensional. Anomenem a a la longitud de la cel·la unitat. El conjunt de traslacions \hat{T}_n , $n \in Z$, definides:¹

$$\hat{T}_n f(x) = f(x + na) \quad (1)$$

formen un grup abelià. La representació coordinada de l'operador de traslació és: $\hat{T}_n = e^{ian\hat{p}}$ on \hat{p} és l'operador de moment lineal,² $\hat{p} = -i\frac{d}{dx}$, com es pot comprovar immediatament:

$$e^{ian\hat{p}} f(x) = \sum_j \frac{(an)^j}{j!} \frac{d^j f(x)}{dx^j} = f(x + an)$$

Com $n \in Z$, hi ha infinites operacions i, per ser el grup abelià ($\hat{T}_n \hat{T}_m = \hat{T}_m \hat{T}_n = e^{ia(n+m)\hat{p}}$), aquest tindrà infinites representacions irreduïbles unidimensionals. Per a calcular els caràcters d'aquestes representacions usarem les autofuncions de \hat{p} : $\hat{p} e^{ikx} = k e^{ikx}$, on $k \in (-\infty, \infty)$:

$$\hat{T}_n e^{ikx} = \sum_q \frac{(ian)^q}{q!} \hat{p}^q e^{ikx} = \sum_q \frac{(iank)^q}{q!} e^{ikx} = e^{iank} e^{ikx} \quad (2)$$

Escrivim doncs la taula de caràcters:

$$\begin{array}{c|c} E & \hat{T}_n, n \in Z \\ \hline k & 1 \quad e^{ikna} \end{array} \quad \begin{array}{c} \text{basis} \\ e^{ikx} \end{array} \quad (3)$$

En principi $k \in (-\infty, \infty)$, però resulta que les funcions pròpies del moment lineal lligades a k i $k' = k + \frac{2\pi}{a}m$, $m \in Z$, són equivalents, en el sentit que són base de la mateixa irrep, atès que $\exp[i(\frac{2\pi}{a})na] = 1$. Com la representació totalment simètrica³ va lligada a $k = 0$, aleshores, és convenient definir les irreps no equivalents del grup amb $k \in (-\frac{\pi}{a}, \frac{\pi}{a})$. A aquesta regió de valors de k s'anomena primera zona de Brillouin. Tanmateix, s'anomena espai recíproc a l'espai de les k .

La generalització a 3D és immediata si canviem els escalars x , k pels vectors 3D \mathbf{r} i \mathbf{k} .

Les bases més generals d'aquestes irreps les podem escriure $\Psi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) = e^{i\mathbf{k}\mathbf{r}} u(\mathbf{r})$, on $u(\mathbf{r} + \mathbf{a}) = u(\mathbf{r})$, i \mathbf{a} és un vector de xarxa. En efecte,

$$\hat{T}_{\mathbf{k}} \Psi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) = e^{i\mathbf{k}(\mathbf{r}+\mathbf{a})} u(\mathbf{r} + \mathbf{a}) = e^{i\mathbf{k}\mathbf{a}} e^{i\mathbf{k}\mathbf{r}} u(\mathbf{r}) = e^{i\mathbf{k}\mathbf{a}} \Psi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) \quad (4)$$

Aquestes funcions, anomenades de Bloch, són autofuncions de l'hamiltonià $\hat{\mathcal{H}} = -\frac{1}{2}\nabla^2 + V(\mathbf{r})$, amb $V(\mathbf{r} + \mathbf{a}) = V(\mathbf{r})$, on \mathbf{a} és un vector de la xarxa.

Si substituïm aquestes funcions en l'equació d'autovalors, després d'una poca àlgebra, trobem que $u(\mathbf{r})$ ha de ser autofunció de l'anomenat hamiltonià $k \cdot p$:

$$\left(-\frac{1}{2}\nabla^2 + V(\mathbf{r}) + \frac{k^2}{2m} + \frac{1}{m}\mathbf{k} \cdot \nabla \right) u_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) = E u_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) \quad (5)$$

És interessant considerar el cas límit de potencial zero, $V(\mathbf{r}) \rightarrow 0$. En tal cas $\hat{\mathcal{H}} \rightarrow -\frac{1}{2}\nabla^2$, de manera que les autofuncions de $\hat{\mathbf{p}}$, $e^{i\mathbf{k}\mathbf{r}}$, ho són també de $\hat{\mathcal{H}}$. Aquestes funcions s'anomenen ones planes i el vector \mathbf{k} té significat de moment lineal.⁴

L'altre cas límit és el de *cel·la buida*, i.e., el límit $\mathbf{a} \rightarrow \infty$. En aquest límit la xarxa periòdica es converteix en un conjunt d'àtoms o molècules aïllades. Tanmateix, atès que $k \in (-\frac{\pi}{a}, \frac{\pi}{a})$, veiem que la xarxa recíproca colapsa en

¹Estrictament hauriem d'escriure: $\hat{T}_{-n} f(x) = f(x + na)$. Però al remat tot serà una qüestió d'etiquetatge de les representacions.

²Implícitament estem usant a.u.

³La que té tots els caràcters igual a la unitat

⁴En el cas $V(\mathbf{r}) \neq 0$ al vector \mathbf{k} se l'anomena pseudomoment.

l'anomenat punt Γ ($\mathbf{k} = 0$), de manera que les funcions $\Psi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) = e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}} u_{\mathbf{k}}(\mathbf{r})$ colapsen en $\Psi_{\mathbf{0}}(\mathbf{r}) = u_0(\mathbf{r})$, que representa la autofunció de l'àtom o molècula aïllada. Finalment, com el conjunt de funcions de Bloch colapsen en un *orbital*, tindem en el sòlid real tantes bandes com orbitals o funcions té l'àtom (o molècula) aïllat.