Ejercicio 3.5.1

Se supone que $n_g = 0$ y $e_J = 50$ y se usa el Hamiltoniano truncado con N = 2. Los vectores propios se calculan con el siguiente programa.

```
import numpy as np
from numpy import linalg
N = 2
ng = 0
eJ = 50
def resetH(N):
   return np.zeros((2*N+1, 2*N+1))
def setH(N, ng, eJ):
   MH = reseth(N)
   for i in range(2*N+1):
      MH[i,i] = 4*((i-N-nq)**2)
   for i in range (1,2*N+1):
      MH[i-1,i] = -0.5*eJ
   for i in range (2*N):
      MH[i+1,i] = -0.5*eJ
   return MH
def eigen vectors (N, ng, eJ):
   M = setH(N,nq,eJ)
   vector list = linalg.eig(M)[1]
   for i in range(2*N+1):
       V = [vector list[0,i]]
       for j in range (2*N):
          V = V + [vector list[j+1,i]]
       P = M@V
       O = P/V
      print("eigen vector(",i,")=", V)
      print("eigen value(",i,")=",Q[0])
print("==============="")
eigen vectors (N, ng, eJ)
Resultado:
eigen vector(0) = [-0.2253978360612247, -0.49772406702680333,
-0.6347701451725904, -0.4977240670268029, -0.2253978360612244]
eigen value (0) = -39.205062715376606
______
eigen vector(1) = [0.4377862056771192, 0.5552866269944118,
8.241172092603234e-18, -0.5552866269944119, -0.4377862056771194]
eigen value (1) = -15.709920264364884
_____
eigen vector(2)=[0.5576465182758401, 0.12342013749550008,
-0.5895724388324555, 0.12342013749550036, 0.5576465182758404]
eigen value (2) = 10.466918852237402
eigen vector(3) = [-0.3717878106578396, 0.486865713275118,
-0.4994709222434463, 0.48686571327511957, -0.3717878106578417]
eigen value( 3 )= 48.73814386313931
______
```

eigen vector(4) = [-0.555286626994412, 0.4377862056771198,

```
-8.300428695993057e-16, -0.43778620567711884, 0.5552866269944116] eigen_value( 4 )= 35.709920264364904
```

Por tanto, definiendo las listas v_0 , v_1 , v_2 , v_3 , v_4 , ordenadas de acuerdo con los valores propios correspondientes, es decir,

se representan como sigue los estados propios en la base de los estados de carga:

$$\begin{split} |\psi_{0}\rangle &= v_{0}[0] |-2\rangle + v_{0}[1] |-1\rangle + v_{0}[2] |0\rangle + v_{0}[3] |1\rangle + v_{0}[4] |2\rangle, \\ |\psi_{1}\rangle &= v_{1}[0] |-2\rangle + v_{1}[1] |-1\rangle + v_{1}[2] |0\rangle + v_{1}[3] |1\rangle + v_{1}[4] |2\rangle, \\ |\psi_{2}\rangle &= v_{2}[0] |-2\rangle + v_{2}[1] |-1\rangle + v_{2}[2] |0\rangle + v_{2}[3] |1\rangle + v_{2}[4] |2\rangle, \\ |\psi_{3}\rangle &= v_{3}[0] |-2\rangle + v_{3}[1] |-1\rangle + v_{3}[2] |0\rangle + v_{3}[3] |1\rangle + v_{3}[4] |2\rangle, \\ |\psi_{4}\rangle &= v_{4}[0] |-2\rangle + v_{4}[1] |-1\rangle + v_{4}[2] |0\rangle + v_{4}[3] |1\rangle + v_{4}[4] |2\rangle. \end{split}$$

La matriz de transformación de la base de los vectores propios a la base de los estados de carga es

$$M=[M_{kl}]=\nu_k[I].$$

El programa siguiente define M y comprueba que $MM^T = I$, confirmándose así que $\{|\psi_0\rangle, \dots, |\psi_4\rangle\}$ y $\{|-2\rangle, \dots, |2\rangle\}$ son bases ortonormales:

```
import numpy as np
from numpy import linalg
M = np.matrix([v0, v1, v2, v3, v4])
MT = M.transpose()
print(M@MT)
```

Este es el resultado:

Es la matriz unidad con pequeñas imprecisiones de cálculo.

Redondeando, se obtiene la siguiente representación de los estados propios en la base de los estados de carga:

$$\begin{split} |\psi_0\rangle &= -0.225 |-2\rangle - 0.498 |-1\rangle - 0.635 |0\rangle - 0.498 |1\rangle - 0.225 |2\rangle, \\ |\psi_1\rangle &= 0.438 |-2\rangle + 0.555 |-1\rangle & -0.555 |1\rangle - 0.438 |2\rangle, \\ |\psi_2\rangle &= 0.558 |-2\rangle + 0.123 |-1\rangle - 0.59 |0\rangle + 0.123 |1\rangle + 0.558 |2\rangle, \\ |\psi_3\rangle &= -0.555 |-2\rangle + 0.438 |-1\rangle & -0.438 |1\rangle + 0.555 |2\rangle, \\ |\psi_4\rangle &= -0.372 |-2\rangle + 0.487 |-1\rangle - 0.5 |0\rangle + 0.487 |1\rangle - 0.372 |2\rangle. \end{split}$$

Ejercicio 3.5.2

Las filas de M^T , es decir, las columnas de M, son los coeficientes de la representación de los estados de carga en la base de los estados propios:

$$\begin{split} |-2\rangle &= v_0[0] \, |\psi_0\rangle + v_1[0] \, |\psi_1\rangle + v_2[0] \, |\psi_2\rangle + v_3[0] \, |\psi_3\rangle + v_4[0] \, |\psi_4\rangle, \\ |-1\rangle &= v_0[1] \, |\psi_0\rangle + v_1[1] \, |\psi_1\rangle + v_2[1] \, |\psi_2\rangle + v_3[1] \, |\psi_3\rangle + v_4[1] \, |\psi_4\rangle, \\ |0\rangle &= v_0[2] \, |\psi_0\rangle + v_1[2] \, |\psi_1\rangle + v_2[2] \, |\psi_2\rangle + v_3[2] \, |\psi_3\rangle + v_4[2] \, |\psi_4\rangle, \\ |1\rangle &= v_0[3] \, |\psi_0\rangle + v_1[3] \, |\psi_1\rangle + v_2[3] \, |\psi_2\rangle + v_3[3] \, |\psi_3\rangle + v_4[3] \, |\psi_4\rangle, \\ |2\rangle &= v_0[4] \, |\psi_0\rangle + v_1[4] \, |\psi_1\rangle + v_2[4] \, |\psi_2\rangle + v_3[4] \, |\psi_3\rangle + v_4[4] \, |\psi_4\rangle. \end{split}$$

Redondeando:

$$\begin{split} |-2\rangle &= -0.225 |\psi_0\rangle + 0.438 |\psi_1\rangle + \ 0.558 |\psi_2\rangle - \ 0.555 |\psi_3\rangle - \ 0.372 |\psi_4\rangle, \\ |-1\rangle &= -0.498 |\psi_0\rangle + 0.555 |\psi_1\rangle + \ 0.123 |\psi_2\rangle + 0.438 |\psi_3\rangle + 0.487 |\psi_4\rangle, \\ |0\rangle &= -0.635 |\psi_0\rangle & - \ 0.59 |\psi_2\rangle & - 0.5 |\psi_4\rangle, \\ |1\rangle &= -0.498 |\psi_0\rangle - 0.555 |\psi_1\rangle + \ 0.123 |\psi_2\rangle - \ 0.438 |\psi_3\rangle + 0.487 |\psi_4\rangle, \\ |2\rangle &= -0.225 |\psi_0\rangle - 0.438 |\psi_1\rangle + \ 0.558 |\psi_2\rangle + \ 0.555 |\psi_3\rangle - 0.372 |\psi_4\rangle. \end{split}$$

Ejercicio 3.5.3

Como en los ejercicios anteriores se supone que n_g = 0 y e_J = 50, pero se usa el Hamiltoniano truncado con N = 1. Los vectores propios se calculan con el mismo programa programa que en el ejercicio 3.5.1 cambiando el valor de N:

Por tanto, redondeando,

$$\begin{split} |\psi_0\rangle &= 0.486 |-1\rangle + 0.727 |0\rangle + 0.486 |1\rangle, \\ |\psi_1\rangle &= -0.707 |-1\rangle & + 0.707 |1\rangle, \\ |\psi_2\rangle &= 0.514 |-1\rangle - 0.687 |0\rangle + 0.514 |1\rangle, \\ y \\ |-1\rangle &= 0.486 |\psi_0\rangle - 0.707 |\psi_1\rangle + 0.514 |\psi_2\rangle, \\ |0\rangle &= -0.727 |\psi_0\rangle & - 0.687 |\psi_2\rangle, \\ |1\rangle &= -0.486 |\psi_0\rangle + 0.707 |\psi_1\rangle + 0.514 |\psi_2\rangle. \end{split}$$

Los valores relativos de la energía, es decir, los valores propios del Hamiltoniano, son

$$E_0/E_C = -33.4$$
, $E_1/E_C = 4$, $E_2/E_C = 37.4$.

Las frecuencias angulares correspondientes son

$$\omega_0 = E_0/h$$
, = -33.4 E_C/h , $\omega_1 = E_1/h$, = 4 E_C/h , $\omega_2 = E_2/h$, = 37.4 E_C/h , es decir,

$$\omega_0 = -33.4 \omega_C$$
, $\omega_1 = 4 \omega_C$, $\omega_2 = 37.4 \omega_C$, con $\omega_C = E_C/h$.

El operador unitario que describe la evolución del sistema es, según (2.45),

$$\widehat{U} = e^{i33.4\omega_C\Delta t} |\psi_0\rangle\langle\psi_0| + e^{-i4\omega_C\Delta t} |\psi_1\rangle\langle\psi_1| + e^{-i37.4\omega_C\Delta t} |\psi_2\rangle\langle\psi_2|.$$

Por tanto

$$\begin{split} \widehat{U}|0\rangle &= -0.727 \widehat{U}|\psi_0\rangle - 0.687 \widehat{U}|\psi_2\rangle \\ &= -0.727 e^{i33.4\omega_C\Delta t}|\psi_0\rangle - 0.687 e^{-i37.4\omega_C\Delta t}|\psi_2\rangle. \end{split}$$

Obviando el desfase global, se expresa como sigue la evolución del sistema puesto inicialmente en el estado de carga |0):

$$\begin{split} \widehat{U}|0\rangle &\equiv -0.727|\psi_0\rangle - 0.687e^{-i70.8\omega_C\Delta t}|\psi_2\rangle \\ &= -0.727(0.486|-1\rangle + 0.727|0\rangle + 0.486|1\rangle) - 0.687e^{-i70.8\omega_C\Delta t}(0.514|-1\rangle \\ &- 0.687|0\rangle + 0.514|1\rangle). \end{split}$$

Se analiza para diferentes valores de Δt :

• con
$$\Delta t = 2k\pi/70.8\omega_c$$
, es decir, $e^{-i70.8\omega_c\Delta t} = 1$, $\widehat{U}|0\rangle = -0.706|-1\rangle - 0.057|0\rangle - 0.706|1\rangle$;

• con
$$\Delta t = (2k+0.5)\pi/70.8\omega c$$
, es decir, $e^{-i70.8\omega}c^{\Delta t} = i$,
 $\widehat{U}|0\rangle = -(0.353 + 0.353i)|-1\rangle - (0.529 - 0.472i)|0\rangle - (0.353 + 0.353i)|1\rangle$;

• con
$$\Delta t = ((2k+1)\pi/70.8\omega c$$
, es decir, $e^{-i70.8\omega}c^{\Delta t} = -1$, $\widehat{U}|0\rangle = -|0\rangle$;

• con
$$\Delta t = (2k+1.5)\pi/70.8\omega c$$
, es decir, $e^{-i70.8\omega c\Delta t} = -i$,
 $\widehat{U}|0\rangle = -(0.353 - 0.353i)|-1\rangle - (0.529 + 0.471i)|0\rangle - (0.353 - 0.353i)|1\rangle$.

Con las siguientes aproximaciones

$$0.706 \approx \frac{1}{\sqrt{2}}$$
, $0.353 \approx \frac{1}{2\sqrt{2}}$,

se obtienen las siguientes relaciones:

$$\widehat{U}|0\rangle \approx \frac{1}{\sqrt{2}}(|-1\rangle + |1\rangle)$$
 si $\Delta t = 2k\pi/70.8\omega c$,

$$\widehat{U}|0\rangle \approx -\frac{1+i}{2\sqrt{2}}|-1\rangle - \frac{1-i}{2}|0\rangle - \frac{1+i}{2\sqrt{2}}|1\rangle \text{ si } \Delta t = (2k+0.5)\pi/70.8\,\omega c$$

$$\widehat{U}|0\rangle \approx -|0\rangle$$
 si $\Delta t = (2k+1)\pi/70.8\,\omega_C$,

$$\widehat{U}|0\rangle \approx -\frac{1-i}{2\sqrt{2}}|-1\rangle - \frac{1+i}{2}|0\rangle - \frac{1-i}{2\sqrt{2}}|1\rangle \text{ si } \Delta t = (2k+1.5)\pi/70.8.8 \omega c.$$

En términos de probabilidades:

$$\Delta t = 2k\pi/70.8\omega c$$
: $p(0) = 0$, $p(-1) = p(1) = 0.5$,

$$\Delta t = (2k+0.5)\pi/70.8\omega c$$
: $p(0) = 0.5$, $p(-1) = p(1) = 0.25$,

$$\Delta t = (2k+1)\pi/70.8\omega c$$
: $p(0) = 1, p(-1) = p(1) = 0$,

$$\Delta t = (2k+1.5)\pi/70.8\omega_C$$
: $p(0) = 0.5$, $p(-1) = p(1) = 0.25$.

Gráficos : p(k) en función de Δt con $T = 2\pi/70.8 \omega c$.

