Evolución temporal de paquete gaussiano

Carlos Manuel Rodríguez Martínez

1. Método numérico

A continuación se muestra un método numérico para calcular la evolución temporal de un paquete gaussiano. El código en Mathematica es una reimplementación del que se muestra en http://jakevdp.github.io/blog/2012/09/05/quantum-python/.

Para obtener la evolución temporal del paquete gaussiano se utilizará un método numérico. Partiendo de la ecuación de Schrödinger,

$$i\hbar\frac{\partial\psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m}\frac{\partial^2\psi}{\partial x^2} + V\psi.$$

con la transformada de Fourier

$$\tilde{\psi}(k,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x,t) e^{ikx} dx,$$

se llega a la representación de la ecuación de Scrödinger en el espacio de Fourier

$$i\hbar\frac{\partial\tilde{\psi}}{\partial t} = \frac{\hbar^2k^2}{2m}\tilde{\psi} + V\left(i\frac{\partial}{\partial k}\right)\tilde{\psi}.$$

La aproximación consiste en resolver ambas ecuaciones para intervalos temporales pequeños sin considerar los términos que depende de la derivada de x y k. Entonces queda

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = V(x)\psi$$

cuya solución es

$$\psi(x, t + \Delta t) = \psi(x, t)e^{-\frac{iV(x)\Delta t}{\hbar}}$$

y de la ecuación de Scrödinger en el espacio de Fourier

$$i\hbar\frac{\partial\tilde{\psi}}{\partial t} = \frac{\hbar^2k^2}{2m}\tilde{\psi},$$

cuya solución es

$$\tilde{\psi}(k, t + \Delta t) = \tilde{\psi}(k, t)e^{-\frac{i\hbar k^2 \Delta t}{2m}}.$$

Para resolver el problema numéricamente conviene discretizarlo, de manera que se usará una transformada de Fourier discreta,

$$\widetilde{F_m} = \sum_{n=0}^{N-1} F_n e^{-2\pi i n m/N},$$

y su inversa

$$F_n = \frac{1}{N} \sum_{m=0}^{N-1} \widetilde{F_m} e^{2\pi i n m/N}.$$

Para llegar a esta forma discreta primero se hará la consideración de que el potencial tiende a infinito para los valores $x \le a$ y $x \ge b$. Entonces

$$\widetilde{\psi}(k,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_a^b \psi(x,t) e^{-ikx} dx.$$

Al aproximar la integral por una suma de Riemman de N términos, con $\Delta x = (b-a)/N$ y $x_n = a + n\Delta x$ queda

$$\widetilde{\psi}(k,t) \simeq \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{n=0}^{N-1} \psi(x_n,t) e^{-ikx_n} \Delta x.$$

Por último se hace $k_m = k_0 + m\Delta k$, con $\Delta k = 2\pi/(N\Delta x)$, y queda

$$\widetilde{\psi}(k_m, t) \simeq \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{n=0}^{N-1} \psi(x_n, t) e^{-ik_m x_n} \Delta x.$$

Sustituyendo esto en la expresión para la transformada de Fourier discreta se llega a

$$\left[\widetilde{\psi}(k_m, t)e^{imx_0\Delta k}\right] \simeq \sum_{n=0}^{N-1} \left[\frac{\Delta x}{\sqrt{2\pi}} \psi(x_n, t)e^{-ik_0x_n}\right] e^{-2\pi imn/N}$$

y para la transformada de Fourier inversa

$$\left[\frac{\Delta x}{\sqrt{2\pi}}\psi(x_n,t)e^{-ik_0x_n}\right] \simeq \frac{1}{N}\sum_{m=0}^{N-1} \left[\widetilde{\psi}(k_m,t)e^{-imx_0\Delta k}\right]e^{2\pi imn/N}.$$

Este resultado nos indica que el par

$$\psi(x,t) \Longleftrightarrow \widetilde{\psi}(k,t)$$

en el caso continuo corresponde al par

$$\frac{\Delta x}{\sqrt{2\pi}}\psi(x_n,t)e^{-ik_0x_n} \iff \widetilde{\psi}(k_m,t)e^{-imx_0\Delta k}$$

en el caso discreto con las aproximaciones. Con esto se puede construir un algoritmo para evaluar la evolución temporal de la función de onda.

- 1. Se escogen a, b, N y k_0 suficientes para representar el estado inicial de la función de onda $\psi(x)$. Con esto se puede calcular $\Delta x = (b-a)/N$ y $\Delta k = 2\pi/(b-a)$. Se definen también los arrays $x_n = a + n\Delta x$ y $k_m = k_0 + m\Delta k$.
- 2. Se discretiza la función de onda en el array. Se
a $\psi_n(t)=\psi(x_n,t),\,V_n=V(x_n),\,\mathrm{y}\ \widetilde{\psi}_m=\widetilde{\psi}(k_m,t).$
- 3. Para avanzar el sistema en intervalo temporal Δt se hace lo siguiente. Se computa un medio paso en x,

$$\psi_n \longleftarrow \psi_n \exp[-i(\Delta t/2)(V_n/\hbar)]$$

- 4. Se calcula $\widetilde{\psi}_m$ de ψ_n usando la transformada de Fourier discreta.
- 5. Se computa un paso completo en k,

$$\widetilde{\psi}_m \longleftarrow \widetilde{\psi}_m \exp[-i\hbar(k\cdot k)\Delta t/(2m)].$$

- 6. Se calcula ψ_n de $\widetilde{\psi}_m$ usando la transformada de Fourier discreta inversa.
- 7. Se computa un segundo medio paso en x,

$$\psi_n \longleftarrow \psi_n \exp[-i(\Delta t/2)(V_n/\hbar)]$$

8. Se repite desde el paso 3 hasta que se avance al tiempo deseado.

El código de Mathematica que implementa este algoritmo es el siguiente

```
(* Parametros *)
dt = 0.005;
\hbar = 1;
m = 1.9;
V0 = 0.21;
dx = 0.1;
xmin = -102.4;
xmax = 102.4;
Nn = \frac{xmax - xmin}{dx}; (* Tamaño de los arrays *)
(* Array de espacios *)
   arreglo
dk = \frac{2\pi}{Nn dx};
k0 = -\frac{1}{2} Nn dk;
karray = Table[k0 + i, {i, 0, Nn dk, dk}];
(* Potencial *)
L = \frac{\hbar}{\sqrt{2m}};
(V0/2) (UnitStep[x-a] - UnitStep[x - 2 a]) +

[función paso unidad | función paso unidad
   (V0/8) (UnitStep[x-2a] - UnitStep[x-4a]);

[función paso unidad] [función paso unidad]
varray = V[xarray, ac, V0];
zeroindex = 45;
Do[varray[[i]] = 10^{20}, \{i, 1, zeroindex\}]
Do[varray[[i]] = 10<sup>20</sup>, {i, Length[varray] - zeroindex, Length[varray]}]
                                                    longitud
(* Array de funciones de onda *)
   arreglo
x0c = -60L;
```

```
p0c = \sqrt{2m(0.2)};
dp2 = \frac{p0c^2}{80};
d = \frac{\hbar}{\sqrt{2 \, dp2}};
k0c = \frac{p0c}{*};
\psi 0 \mathbf{x} [\mathbf{x}_{-}, \mathbf{a}_{-}, \mathbf{x} 0_{-}, \mathbf{k} 0_{-}] := \frac{1}{\sqrt{a \sqrt{\pi}}} e^{-\frac{1}{2} \left(\frac{\mathbf{x} - \mathbf{x} 0}{a}\right)^{2} + \mathbf{i} \mathbf{x} \mathbf{k} 0};
\psi0xarray = \psi0x[xarray, d, x0c, k0c];
 (* Para graficar *)
scalegauss = \frac{1}{\sqrt{d\sqrt{\pi}}};
scalev0 = V0;
 scale = 0;
If[scalegauss > scalev0, scale = scalegauss, scale = scalev0];
 (* Funciones *)
CF[\psi xarray_] := Module[{\psi tmp},
      \psitmp = \psixarray;
      Do[\psi tmp[[i]] = 0.0, \{i, 1, zeroindex\}];
      Do[\psi tmp[[i]] = 0.0, \{i, Length[\psi tmp] - zeroindex, Length[\psi tmp]\}];
      Return[\psi tmp];
     retorna
Discretize [\psixarray_] := \psixarray \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} e^{-i k0 xarray};
Undiscretize [\psixarray] := \psixarray \frac{\sqrt{2 \pi}}{dx} e^{i k_0 xarray};
Step\psix [\psixarray_, dt_] := \psixarray e^{-\frac{i}{2}\frac{varray}{\hbar}dt};
Step\psik [\psikarray_, dt_] := \psikarray e^{-\frac{i}{2}\frac{\hbar karray^2}{m}dt};
 Stepψ[ψxarray_] := Module[{ψmx, ψmk},
    \psimx = CF[\psixarray];
    \psimx = Step\psix[\psimx, dt];
```

```
\psimk = Fourier[\psimx];
           transformada de Fourier discreta
   \psi mk = Step\psi k[\psi mk, dt];
   \psi mx = InverseFourier[\psi mk];
           transformada de Fourier discreta inversa
   \psi mx = Step \psi x [\psi mx, dt];
   Return[\psi mx];
  retorna
 1
Step#ForList[#xarray_] := Module[{\psi mx, \psi mk},
   \psimx = CF[\psixarray];
   \psi mx = Step \psi x [Discretize [\psi mx], dt];
   \psimk = Fourier[\psimx];
           transformada de Fourier discreta
   \psi mk = Step \psi k [\psi mk, dt];
   \psi mx = InverseFourier[\psi mk];
           transformada de Fourier discreta inversa
   \psi mx = Step \psi x [\psi mx, dt];
   Return[Undiscretize[\psi mx]];
   retorna
 1
Evolve[\psi xarray_, iter_] := Module[{},
   Print["t = " <> ToString[iter * dt]];
                         convierte a cadena de caracteres
   Return[Undiscretize[Nest[Stepψ, Discretize[ψxarray], iter]]];
                               anida
 ]
EvolveList[\psi xarray_, iter_] := Module[{},
   Print["tmax = " <> ToString[iter * dt]];
                            convierte a cadena de caracteres
   Return[NestList[Step\(\psi\)ForList, \(\psi\)xarray, iter]];
            lista de resultados anidados
 ]
ListLinePlot[{Abs[Evolve[\psi0xarray, 2000]], varray},
                   valor absoluto
gráfico de líne···
 \texttt{PlotRange} \rightarrow \texttt{scale}, \ \ \texttt{PlotLegends} \rightarrow \{" \, | \, \psi(\texttt{x},\texttt{t}) \, | \, " \, , \, \, "V(\texttt{x}) \, " \}]
                           leyendas de representación
```

Las gráficas que se generan son

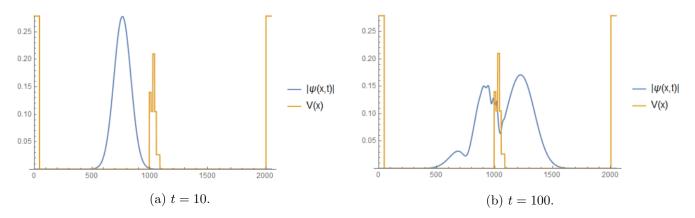


Figura 1: Gráficas de la evolución temporal.