

Evolución temporal de paquete gaussiano

Curso de programación en Mathematica

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 Schrödinger en el espacio de Fourier

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

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 Schrödinger en el espacio de Fourier

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

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 $x \leq a$ y $x \geq b$. Entonces

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

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

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

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

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

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

$$\left[\tilde{\psi}(k_m, t) e^{imx_0 \Delta k} \right] \simeq \sum_{n=0}^{N-1} \left[\frac{\Delta x}{\sqrt{2\pi}} \psi(x_n, t) e^{-ik_0 x_n} \right] e^{-2\pi i m n / N}$$

y para la transformada de Fourier inversa

$$\left[\frac{\Delta x}{\sqrt{2\pi}} \psi(x_n, t) e^{-ik_0 x_n} \right] \simeq \frac{1}{N} \sum_{m=0}^{N-1} \left[\tilde{\psi}(k_m, t) e^{-imx_0 \Delta k} \right] e^{2\pi i m n / N}.$$

Este resultado nos indica que el par

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

en el caso continuo corresponde al par

$$\frac{\Delta x}{\sqrt{2\pi}} \psi(x_n, t) e^{-ik_0 x_n} \Longleftrightarrow \tilde{\psi}(k_m, t) e^{-imx_0 \Delta k}$$

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. Sea $\psi_n(t) = \psi(x_n, t)$, $V_n = V(x_n)$, y $\tilde{\psi}_m = \tilde{\psi}(k_m, t)$.
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 $\tilde{\psi}_m$ de ψ_n usando la transformada de Fourier discreta.
5. Se computa un paso completo en k ,

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

6. Se calcula ψ_n de $\tilde{\psi}_m$ 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;
ħ = 1;
m = 1.9;
V0 = 0.21;
dx = 0.1;
xmin = -102.4;
xmax = 102.4;
Nn =  $\frac{x_{\max} - x_{\min}}{dx}$ ; (* Tamaño de los arrays *)

(* Array de espacios *)

$$xarray = Table\left[i, \left\{i, -\frac{1}{2} Nn dx, \frac{1}{2} Nn dx, dx\right\}\right];$$



$$dk = \frac{2 \pi}{Nn dx};$$


$$k0 = -\frac{1}{2} Nn dk;$$


$$karray = Table[k0 + i, \{i, 0, Nn dk, dk\}];$$


(* Potencial *)

$$L = \frac{\hbar}{\sqrt{2 m}};$$

ac = 3 L;

$$V[x_, a_, V0_] := (2 V0 / 3) (UnitStep[x + 2 a] - UnitStep[x + a]) +$$


$$(V0 / 2) (UnitStep[x + a] - UnitStep[x]) + V0 (UnitStep[x] - UnitStep[x - a]) +$$


$$(V0 / 2) (UnitStep[x - a] - UnitStep[x - 2 a]) +$$


$$(V0 / 8) (UnitStep[x - 2 a] - UnitStep[x - 4 a]);$$

varray = V[xarray, ac, V0];
zeroindex = 45;
Do[varray[[i]] = 1020, {i, 1, zeroindex}]
Do[varray[[i]] = 1020, {i, Length[varray] - zeroindex, Length[varray]}]

(* Array de funciones de onda *)
x0c = -60 L;

```

$$p0c = \sqrt{2 m (0.2)} ;$$

$$dp2 = \frac{p0c^2}{80} ;$$

$$d = \frac{\hbar}{\sqrt{2 dp2}} ;$$

$$k0c = \frac{p0c}{\hbar} ;$$

$$\psi0x[x_, a_, x0_, k0_] := \frac{1}{\sqrt{a} \sqrt{\pi}} e^{-\frac{i}{2} \left(\frac{x-x0}{a}\right)^2 + i x k0} ;$$

$$\psi0xarray = \psi0x[xarray, d, x0c, k0c] ;$$

(* Para graficar *)

$$scalegauss = \frac{1}{\sqrt{d} \sqrt{\pi}} ;$$

$$scalev0 = v0 ;$$

$$scale = 0 ;$$

$$\text{If}[scalegauss > scalev0, scale = scalegauss, scale = scalev0] ;$$

[si]

(* Funciones *)

CF[ψxarray_] := Module[{ψtmp},
[módulo]

ψtmp = ψxarray;

Do[ψtmp[[i]] = 0.0, {i, 1, zeroindex}];

[repite]

Do[ψtmp[[i]] = 0.0, {i, Length[ψtmp] - zeroindex, Length[ψtmp]}];

[repite]

[longitud]

[longitud]

Return[ψtmp];

[retorna]

];

$$\text{Discretize}[\psi xarray_] := \psi xarray \frac{dx}{\sqrt{2 \pi}} e^{-i k0 xarray} ;$$

$$\text{Undiscretize}[\psi xarray_] := \psi xarray \frac{\sqrt{2 \pi}}{dx} e^{i k0 xarray} ;$$

$$\text{Step}\psi x[\psi xarray_ , dt_] := \psi xarray e^{-\frac{i}{2} \frac{varray}{\hbar} dt} ;$$

$$\text{Step}\psi k[\psi karray_ , dt_] := \psi karray e^{-\frac{i}{2} \frac{\hbar karray^2}{m} dt} ;$$

Stepψ[ψxarray_] := Module[{ψmx, ψmk},
[módulo]

ψmx = CF[ψxarray];

ψmx = Stepψx[ψmx, dt];

```

 $\psi_{mk}$  = Fourier[ $\psi_{mx}$ ];
    [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]
]
Step $\psi$ ForList[ $\psi_{xarray\_}$ ] := Module[{ $\psi_{mx}$ ,  $\psi_{mk}$ },
    [módulo]

     $\psi_{mx}$  = CF[ $\psi_{xarray}$ ];
     $\psi_{mx}$  = Step $\psi_x$ [Discretize[ $\psi_{mx}$ ], dt];
     $\psi_{mk}$  = Fourier[ $\psi_{mx}$ ];
        [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]
]
Evolve[ $\psi_{xarray\_}$ , iter_] := Module[{},
    [módulo]

    Print["t = " <> ToString[iter * dt]];
        [convierte a cadena de caracteres]

    Return[Undiscretize[Nest[Step $\psi$ , Discretize[ $\psi_{xarray}$ ], iter]]];
        [anida]

]
EvolveList[ $\psi_{xarray\_}$ , iter_] := Module[{},
    [módulo]

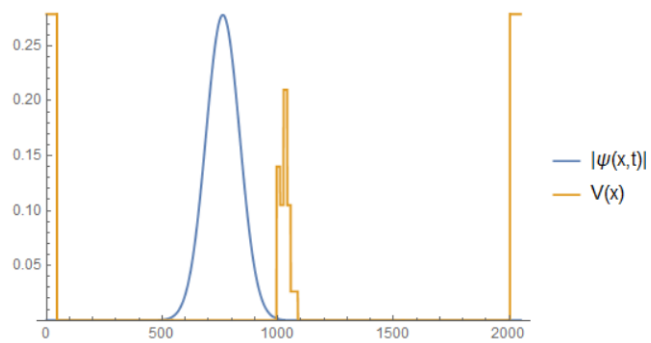
    Print["tmax = " <> ToString[iter * dt]];
        [convierte a cadena de caracteres]

    Return[NestList[Step $\psi$ ForList,  $\psi_{xarray}$ , iter]];
        [lista de resultados anidados]

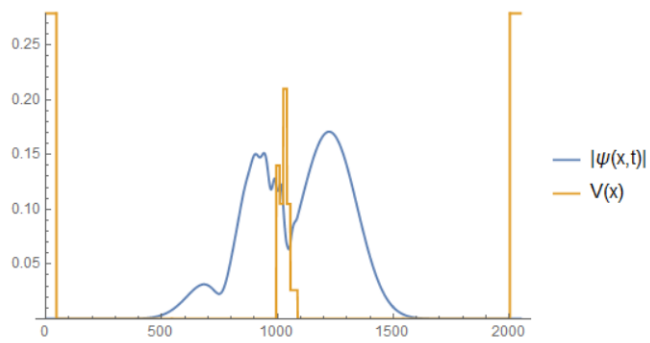
]
ListLinePlot[{Abs[Evolve[ $\psi_0_{xarray}$ , 2000]], varray},
    [gráfico de línea... [valor absoluto]
    PlotRange → scale, PlotLegends → {"| $\psi(x,t)$ |", "V(x)"}]
        [leyendas de representación]

```

Las gráficas que se generan son



(a) $t = 10$.



(b) $t = 100$.

Figura 1: Gráficas de la evolución temporal.