

## Noen tips til den numeriske øvingen

### Definere potensialet $V(x)$ som et numpy array

Hvis et heltall  $N$  og barrierehøyde  $V_0$  er definert, kan potensialprofilen for en enkelt barriere for eksempel lages slik:

```
left = [0.0]*100*N
barrier = [V0]*N
right = [0.0]*100*N
V = np.asarray(left+barrier+right)
```

Tabellen  $V$  har nå  $201 \cdot N$  elementer.

### Lage stasjonære tilstander og tilhørende energiegenverdier

Hvis vi har  $N_{\text{tot}}$  punkter langs  $x$ -aksen, får vi  $N_{\text{tot}}$  ortonormerte egenfunksjoner og energiegenverdier ved å bruke numpyfunksjonen `linalg.eigh`, på samme måte som i eksempelprogrammene som ligger tilgjengelig:

```
d = [v + hbar**2/(m*dx**2) for v in V]
e = - hbar**2/(2*m*dx**2)
Ntot=len(V)
H = [[0]*(Ntot) for n in range(Ntot)]
for i in range(Ntot):
    for j in range(Ntot):
        if i==j:
            H[i][j]=d[i]
        if abs(i-j)==1:
            H[i][j]=e

H = np.asarray(H)
energy,psi_matrix = np.linalg.eigh(H)
```

Siden matrisen  $H$  er tridiagonal, finnes det helt sikkert mer effektive funksjoner enn `eigh`.

### Starttilstanden

En gaussformet starttilstand med senterposisjon midt i “venstre kontakt” og romlig utstrekning  $1/10$  av venstre kontakt kan for eksempel lages omtrent slik (se Oppgave 7 i øvingene):

```
dx = 1.0E-10
x = np.asarray([dx*n for n in range(Ntot)])
x0 = 50*N*dx
sigma = 10*N*dx
Delta_x = sigma
Delta_p = hbar/(2.0*sigma)
normfactor = (2*np.pi*sigma**2)**(-0.25)
gaussinit = np.exp(-(x-x0)**2/(4*sigma**2))
```

```
planewavefactor = np.exp(1j*k0*x)
Psi0 = normfactor*gaussinit*planewavefactor
```

Hvis for eksempel  $N = 10$ , har barrieren en tykkelse på 1.0 nm, mens de to kontaktene her har en bredde 100 nm. Planbølgefaktoren  $\exp(ik_0x)$  sørger for at bølgepakken har middelimpuls  $p_0 = \hbar k_0$  og middelhastighet  $v_0 = p_0/m = \hbar k_0/m$ .

## Bølgepakken som lineærkombinasjon av stasjonære tilstander

Nå kan bølgepakken  $\Psi(x, t)$  utvikles i de  $N_{\text{tot}}$  stasjonære tilstandene  $\psi_n(x)$ :

$$\Psi(x, t) = \sum_{n=0}^{N_{\text{tot}}-1} c_n \psi_n(x) \exp(-iE_n t/\hbar).$$

Multiplikasjon på begge sider med  $\psi_j^*(x)$  og integrasjon over  $x$  gir nå, med  $t = 0$  (siden funksjonene  $\psi_j(x)$  er ortonormerte),

$$c_j = \int \psi_j^*(x) \Psi(x, 0) dx.$$

Dette integralet regnes ut som en sum i programmet:

```
psi_matrix_complex = psi_matrix*(1.0 + 0.0j)
c = np.zeros(Ntot, dtype = np.complex128)
for n in range(Ntot):
    c[n] = np.vdot(psi_matrix_complex[:,n],Psi0)
```

Nå er alt som inngår i  $\Psi(x, t)$  kjent, og det er klart for å visualisere spredningseksperimentet.

## Animasjon av bølgepakken

Oppskriften følger i samme spor som i utlagte programmer:

```
#Forbereder figur, akser, og ploteelementet som skal animeres:
fig = plt.figure('Wave packet animation' , figsize=(16,8))
ymax = 1.0E8 #Må justeres etter behov, eller beregnes
ax = plt.axes(xlim=(0, Ntot*dx), ylim=(0, ymax))
line, = ax.plot([], [], lw=1)

#Initialisering; plotter bakgrunnen:
def init():
    line.set_data([], [])
    return line,

#Setter tidssteget, justeres etter behov, eller beregnes
tidssteg = 3.0E-15
#Animasjonsfunksjon; kalles sekvensielt:
def animate(i):
    t = i*tidssteg
    #Beregner Psi(x,t)
    Psi_t = np.zeros(Ntot,dtype=np.complex128)
    for n in range(Ntot):
        Psi_t = Psi_t + c[n]*psi_matrix_complex[:,n]*np.exp(-1j*energy[n]*t/hbar)

    rho_t = np.abs(Psi_t)**2
```

```

    line.set_data(x, rho_t)
    return line,

plt.plot(x,V*y/Vmax)
plt.xlabel('$x$ (m)',fontsize=20)
#Kaller animatoren.
#frames=antall bilder, dvs maxverdi for i;
#interval=varighet av hvert bilde i animasjonen målt i millisekunder
anim = animation.FuncAnimation(fig, animate, init_func=init, repeat=False,
                               frames=175, interval=1, blit=True)

plt.show()

```

## Beregning av transmisjons- og refleksjonskoeffisienter

Ved et passende tidspunkt er bølgepakken ferdig med å kollideres med barrieren. Da kan

$$\int |\Psi(x,t)|^2 dx$$

beregnes i høyre og venstre kontakt, og på den måten beregnes hvor stor andel av bølgepakken som blir hhv transmittert og reflektert. Deretter kan hele “eksperimentet” gjentas for økende verdier av middelenergien til bølgepakken, og til slutt kan transmisjonskoeffisienten plottes som funksjon av bølgepakkens middelenergi og sammenlignes med det analytiske resultatet fra forelesningene.