

# RT 2021: Domače naloge

Rok Žitko

## 1 Dvojno nihalo

Napiši program za numerično reševanje enačb gibanja  $\ddot{x}_1 + x_1 + ax_2 = 0$ ,  $\ddot{x}_2 + x_2 + ax_1 = 0$ , kjer je  $a$  majhna konstanta. Na začetku izmknemo nihalo 1, nihalo 2 pa miruje. Kakšno gibanje dobimo?

Nato si oglej še primer z nelinearno sklopivijo:  $\ddot{x}_1 + x_1 + ax_2^2 = 0$ ,  $\ddot{x}_2 + x_2 + ax_1^2 = 0$ . Prouči, kaj se dogaja za različno velike vrednosti parametra  $a$ .

## 2 Simulacija nehomogene verige sklopljenih nihal

Imejmo sistem  $N = 1000$  z vzmetmi povezanih nihal, ki jih opišemo z enačbami (razdelek 1.10)

$$-K(\psi_n - \psi_{n-1}) - K(\psi_n - \psi_{n+1}) = m_n \ddot{\psi}_n, \quad (1)$$

za  $n = 1, \dots, N$ , dodatno pa velja še  $\psi_{N+1} = 0$  in  $\psi_0 = A \sin(\omega t)$ . Mase nihal  $m_n$  so lahko različne. Na začetku vsa nihala mirujejo,  $\dot{\psi}_n(t=0) = \ddot{\psi}_n(t=0) = 0$  za  $n = 1, \dots, N$ .

a) Reši program, ki bo računal časovno dinamiko sistema nihal z metodo končnih korakov (razdelek 1.1). Preizkusi ga za primer enakih mas,  $m_n \equiv m$ . Kaj se zgodi z valovanje, ko pride do desnega roba? Za lažje računanje izberi  $K = m = 1$ , primerni vrednosti za  $\omega$  in  $A$  pa poišči sam!

b) Kaj se zgodi, če obravnavamo isti problem, a se mase nihal razlikujejo? Zapiši  $m_n = 1 + \delta m_n$ , kjer dodatne mase  $\delta m_n$  naključno izžrebaš v nekem izbranem intervalu  $[-a : a]$ . Kaj se zgodi s povečevanjem širine intervala  $2a$ ?

## 3 Schmidtov razcep in entropija prepletosti

Schmidtov razcep je operacija, pri kateri vektor iz produktnega prostora zapišemo kot linearno kombinacijo vektorjev iz posameznih prostorov:

$$|\psi\rangle = \sum_{i=1}^n \alpha_i |u_i\rangle \otimes |v_i\rangle, \quad (2)$$

kjer je  $n$  dimenzija posameznega prostora ( $n = 2$  za kubite),  $|u_i\rangle$  in  $|v_i\rangle$  pa vektorja iz posameznih prostorov. Če je od nič različna le ena vrednosti  $\alpha_1$ , potem je stanje separabilno, sicer pa je vsaj delno prepleteno. V splošnem jakost kvantne prepletosti kvantificiramo z entropijo prepletosti:

$$S = - \sum_{i=1}^n |\alpha_i|^2 \log(|\alpha_i|^2). \quad (3)$$

Napiši program, ki naključno generira pare kubitov  $\psi = c_{00}|00\rangle + c_{01}|01\rangle + c_{10}|10\rangle + c_{11}|11\rangle$  z amplitudami  $c_{ij}$ , ki so enakomerno naključno porazdeljene v intervalu  $[0 : 1]$ , vektorje normira, izračuna koeficiente  $\alpha_i$  in nato še entropijo  $S$ . Določi histogram vrednosti  $S$  za 10000 realizacij.

## 4 Simulacija kvantnega vezja

V opisnem jeziku OpenQASM zapiši implementacijo vezja, ki iz produktnega stanja  $|00\rangle$  ustvari prepleteno stanje  $|\beta_{00}\rangle$ , potem pa to stanje ponovno "razplete" v produktno stanje  $|00\rangle$ . Ta postopek naj se ponovi 100-krat, na koncu pa pomerimo rezultat v standardni bazi. Algoritem izvedi na pravem kvantnem računalniku v oblaku (IBM Quantum Experience) ali pa v simulatorju (Qiskit Aer) z realističnim modelom dekoherenca.

## 5 Simulacija spina v časovno odvisnem polju

V razdelku 3.21 učbenika je zapisana splošna rešitev za časovno odvisnost stanja spina v konstantnem (po času) magnetnem polju v smeri osi  $z$ . Podobno lahko izpeljemo tudi rešitev za polje v smeri osi  $x$ . Časovno odvisno polje lahko obravnavamo tako, da takšne rešitve uporabimo za kratke časovne intervale  $\Delta t$ .

- a) Izpelji splošno rešitev za gibanje spina v polju, ki kaže v smeri osi  $x$ .
- b) Na ta način obravnavaj dinamiko spin v časovno spremenljivem polju, kjer za čas  $T$  deluje polje v smeri osi  $z$ , nato pa za čas  $bT$  deluje polje v smeri osi  $x$ , nato pa se cikel ponovi.  $b$  je neka majhna konstanta.
- c) Razišči gibanje spina po dolgem času v odvisnosti od vrednosti parametra  $b$ .

## 6 Strelska metoda

Problem lastnih je naloga tipa  $A|\psi\rangle = \lambda|\psi\rangle$ , kjer je  $A$  nek operator,  $\lambda$  pa neznana količina (lastna vrednost), ki pripada rešitvi  $|\psi\rangle$ . Schroedingerjeva enačba za kvantni delec je tudi tega tipa (razdelka 5.3 in 5.7). Obravnavajmo enodimenzionalni kvantni harmonski oscilator:

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\psi''(x) + \frac{1}{2}k^2x^2\psi(x) = E\psi(x). \quad (4)$$

Možen način reševanja je strelska metoda. Izberemo točko  $x_0 < 0$ , izberemo neki vrednosti  $a = \psi(x_0)$  in  $b = \psi'(x_0)$  v tej točki, in izračunamo vrednosti  $\psi(x)$  za  $x > x_0$ . Za velike  $x > 0$  bo rešitev divergirala proti  $+\infty$  ali  $-\infty$ . S popravljanjem  $b = \psi'(x_0)$  skušamo doseči, da rešitev ne divergira. Če nam to uspe, smo našli rešitev.

Nalogo si tu poenostavimo tako, da uporabimo znane vrednosti za lastne energije  $E$ , torej

$$E = \hbar\omega(n + 1/2), \quad (5)$$

kjer je  $\omega = \sqrt{k/m}$ ,  $n = 0, 1, 2, 3, \dots$  pa je celo število.

a) Napiši implementacijo tega algoritma. Postavi  $\hbar = k = m = 1$ , da se izraz poenostavi. Izberi recimo  $x_0 = -10$ . Določi dve vrednosti  $b$ , tako da bo za eno vrednost funkcija divergirala proti  $+\infty$ , za drugo pa proti  $-\infty$ . Potem z bisekcijo poišči rešitev.

b) Na ta način poišči osnovno stanje in prvi dve vzbujeni stanji kvantnega harmonskega oscilatorja in primerjaj s točno rešitvijo (razdelek 5.9.3)!

## 7 Vezano stanje za ozek privlačen potencial

Numerično reši stacionarno Schroedingerjevo enačbo za primer potenciala, ki je povsod enak nič, le v bližini izhodišča je močno privlačen. Potencial lahko opišeš z Gaussovo funkcijo, katere širino zmanjšuješ, globino pa povečuješ, tako da je integral ves čas konstanten. Ugotovi, h kateri funkciji rezultat (valovna funkcija) konvergira z zmanjševanjem širine!

Problem se lahko reši s strelsko metodo, opisano zgoraj, ali pa z diskretizacijo problema in numerično diagonalizacijo dobljene matrike.

## 8 Kvantno nihalo

Numerično reši stacionarno Schroedingerjevo enačbo za matematično nihalo:

$$-\frac{\hbar^2}{2ml^2} \frac{d^2\psi}{d\phi^2} + mgl(1 - \cos\phi)\psi = E\psi, \quad (6)$$

kjer je  $m$  masa uteži,  $l$  dolžina vrvice,  $g$  gravitacijski pospešek. Valovna funkcija  $\psi(\phi)$  je definirana na intervalu  $[0 : 2\pi]$ .

Problem reši z diskretizacijo po kotu  $\phi$  in numerično diagonalizacijo dobljene matrike.

## 9 Časovno odvisna Schroedingerjeva enačba za naključno začetno valovno funkcijo

Napiši program za reševanje časovno odvisne Schroedingerjeve enačbe v eni dimenziji. Kot začetno stanje si izberi valovno funkcijo, ki jo dobiš tako, da njene vrednosti naključno izbereš v točkah diskretizacijske mreže na intervalu  $[0 : 1]$ , drugod pa naj bo enaka nič.

- a) Kako se obnaša rešitev po kratkem času?
- b) Kako po zelo dolgem?

## 10 Simulacije ionske pasti

Električni potencial, ki ga čutijoioni v pasti, lahko zapišemo kot

$$\begin{aligned}\Phi_{dc} &= U_0[z^2 - (x^2 + y^2)]/2, \\ \Phi_{ac} &= (V_0 \cos(\omega t) + U_r)(1 + (x^2 - y^2)/R^2)/2.\end{aligned}\tag{7}$$

- a) Izračunaj silo na ion v vseh treh smereh.
- b) Numerično simuliraj gibanje iona v tem časovno odvisnem potencialu. Poišči vrednosti parametrov  $U_0$ ,  $V_0$ ,  $\omega$ ,  $U_r$  in  $R$ , da ion ostane ujet v pasti.

## 11 Slaba naključna števila

Napiši program, ki bo generiral slaba naključna binarna števila, ki so a) pristrana (povprečna vrednost različna od  $1/2$ ) in/ali b) serijsko korelirana (pričakovana vrednost  $n$ -tega števila je odvisna od pričakovane vrednosti  $n - 1$ -tega števila).

Preizkusiti dobljeni sekvenci s standardnimi programi za preverjanje naključnosti, denimo ent ali Johna Walkerja ali DieHarder od Georga Marsaglie in Roberta G. Browna.