

<Tu vstavi zelo dober naslov >

Rok Mlinar Vahtar

August 2023

## 1 Uvod

< tu vstavi fenomenalno napisan uvod >

## 2 Standardni TFIM model

Hamiltonian za standardni Isingov model z tranzverzalnimi polji se glasi

$$\hat{H} = \sum_{\langle i,j \rangle} -J \hat{\sigma}_i^z \hat{\sigma}_j^z - h \sum_i \hat{\sigma}_i^x \quad (1)$$

in ga za dimenzije  $N < 10$  lahko rešimo z eksaktno diagonalizacijo v doglednem času.

### 2.1 Eksaktna diagonalizacija TFIM modela

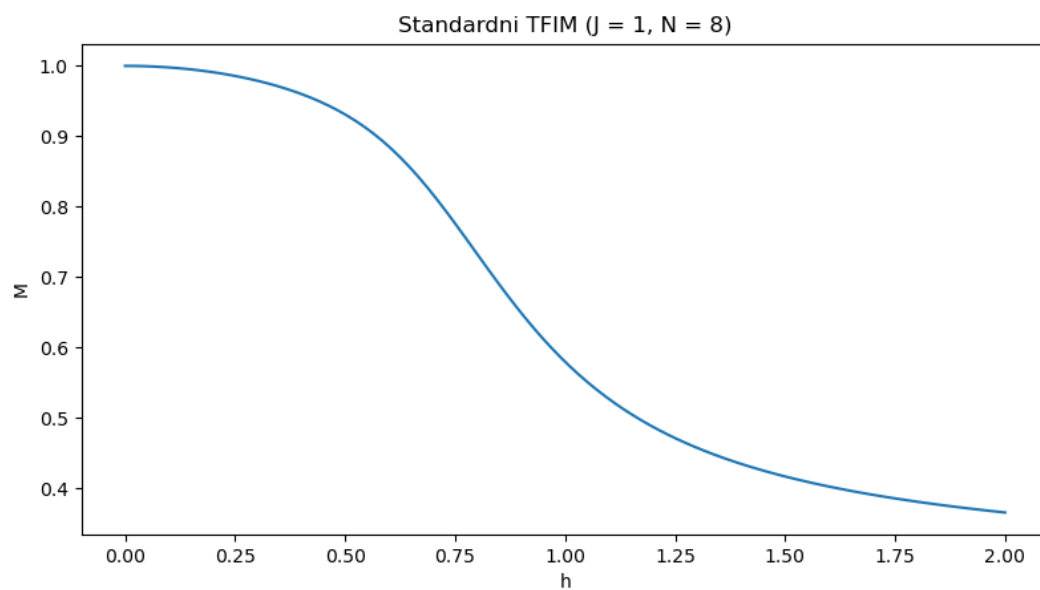
Da izvedemo eksaktno diagonalizacijo moramo najprej sestaviti matriko, ki predstavlja hamiltonian. Najprej moramo določiti bazo, ki jo bomo uporabljali, saj hočemo, da za vektor  $\vec{x}$ , ki bo predstavljal stanje velja naslednje:  $\vec{x}^T \hat{H} \vec{x} = E$ , kjer je  $E$  energija tega stanja. Bazni vektorji morajo skupaj predstavljati vsa možna stanja z-projekcije vseh  $N$  spinov. Če si za bazo izberemo stanja, tako da je  $n$ -to stanje enako kot binarno zapisan  $n$  (Peto stanje je 0...000101), kjer 0 in 1 predstavljata spin dol in gor, lahko hamiltonian zapišemo kot tenzorski produkt Paulijevih matrik in identitet. To pomeni, da za vsak člen v zgornji vsoti, tenzorsko pomnožimo Paulijevi matriki na mestih  $i$  in  $j$ , ter identitete povsod drugod, v vrstnem redu, kot si sledijo spini v verigi.

Ko je matrika sestavljena jo le še diagonaliziramo z poljubnim algoritmom. Sam uporabljam python metodo `scipy.linalg.eigh`, ki izkoristi hermitskost in redkost naše matrike, v zameno za to, da lahko izračuna le nekatere izmed lastnih vektorjev. Ker nas v resnici zanima le osnovno stanje, nam to ne dela težav, saj vedno lahko najdemo lastni vektor z najnižjo energijo.

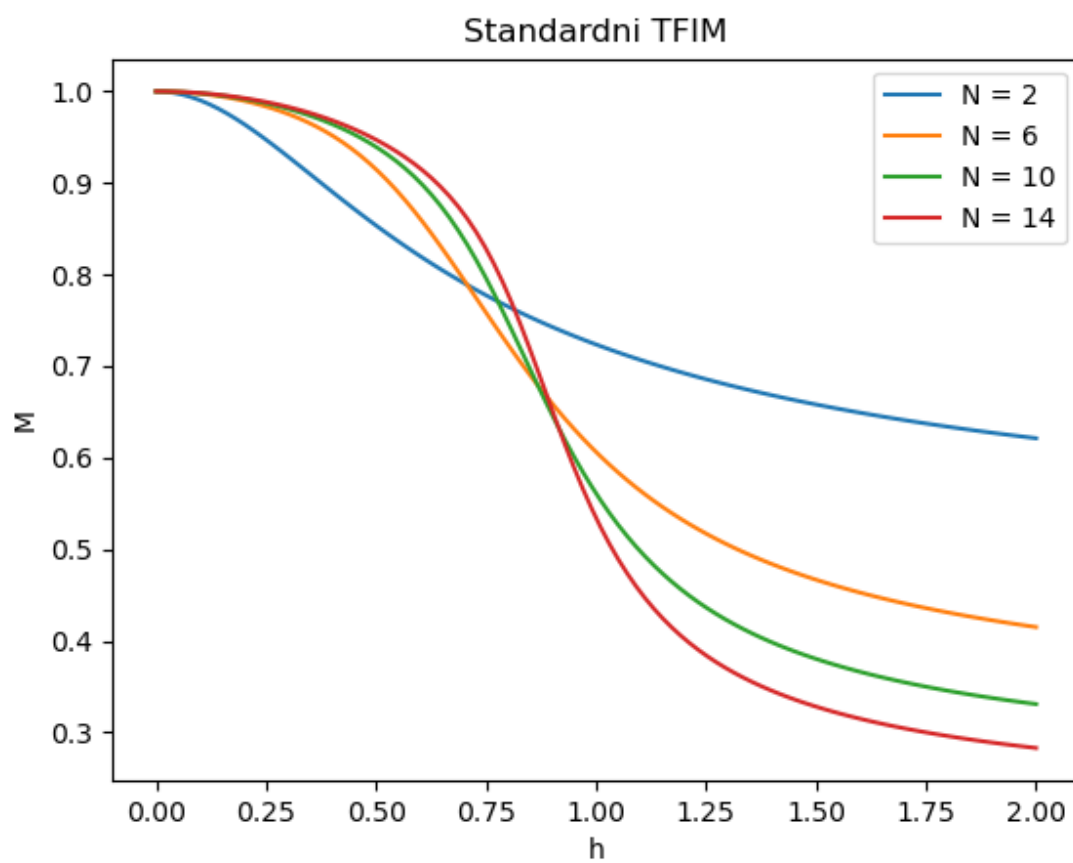
Sedaj, ko imamo diagonaliziran hamiltonian, se lahko lotimo analize. Dobra mera za stanje sistema, ki nas bo tu zanimala, je magnetizacija, ki jo definiramo kot:

$$M = \frac{1}{N} \sum_{i=0}^N \sigma_i^z \quad (2)$$

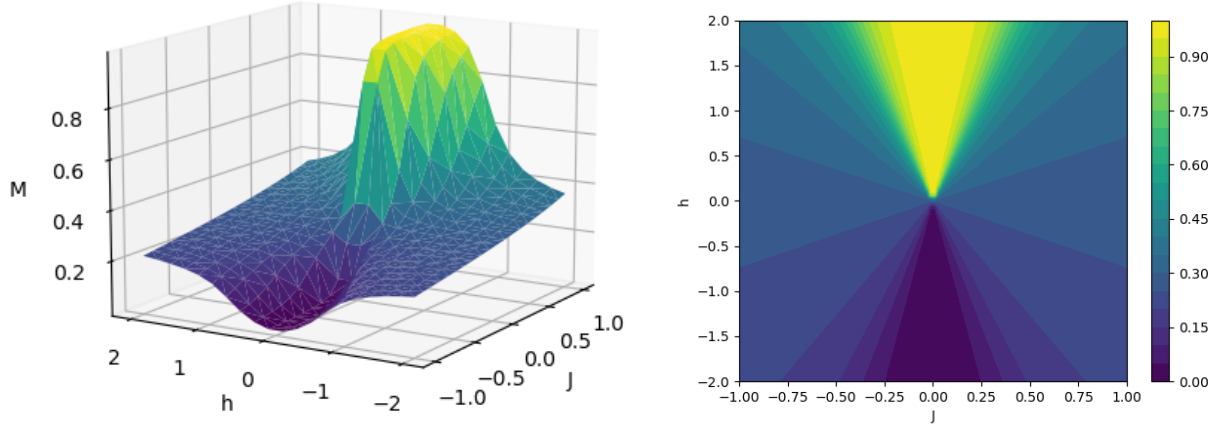
Vse naslednje metode, predstavljene v tem poglavju se nahajajo v datoteki `TFIM_QuSpin.py`. Če fiksiramo  $J = 1$  in variiramo  $h$ , ter vsakič izračunamo magnetizacijo, dobimo naslednji graf, ki kaže fazni prehod pri  $h \approx J$ . To opravlja funkcija `main()`.



Če želimo videti, kako se, ko  $N \rightarrow \infty$ , magnetizacija približuje stopnici, si lahko obledamo tudi ta graf.



Če variiramo oba  $J$  in  $h$  lahko narišemo 3D in contour grafa, na katerih opazimo pričakovane lastnosti, kot so simetrija čez ravnino  $h = 0$  in pa feromagnetno in antiferomagnetno obnašanje za  $J > 0$  in  $J < 0$ .



Grafa narisana preko `plot3d()` in `plot_contour()`.

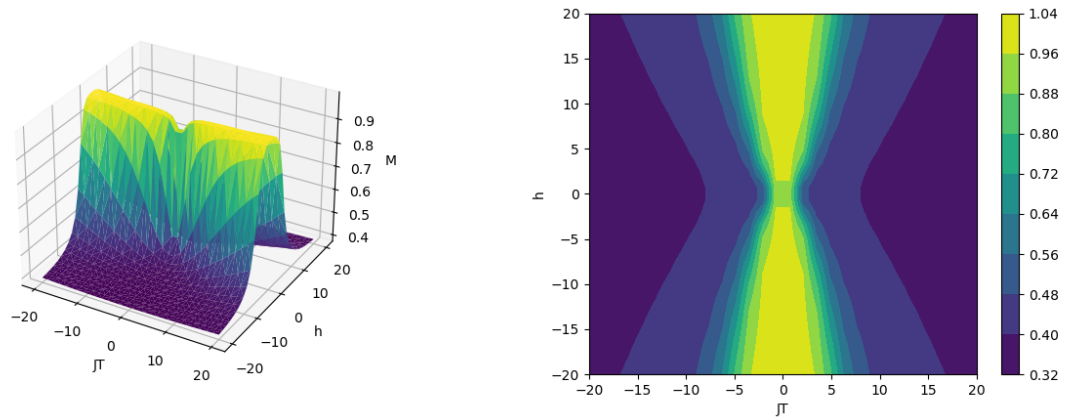
### 3 Sklopljeni verigi

Hamiltonian se glasi

$$\hat{H} = \sum_{\langle i,j \rangle} -J \hat{\sigma}_{1i}^z \hat{\sigma}_{1j}^z + \sum_{\langle i,j \rangle} -J \hat{\sigma}_{2i}^z \hat{\sigma}_{2j}^z - h \sum_i \hat{\sigma}_{1i}^x - h \sum_i \hat{\sigma}_{2i}^x - J_T \sum_i \hat{\sigma}_{1j}^z \hat{\sigma}_{2i}^z \quad (3)$$

in ga za dimenzije  $N < 10$  lahko rešimo z direktno diagonalizacijo v doglednem času. Vse naslednje metode, predstavljene v tem poglavju se nahajajo v datoteki `TFIM.QuSpin.2.py`. Dobra mera za stanje sistema, ki nas bo tu zanimala, je magnetizacija, ki jo definiramo kot:

Če variiramo oba  $h$  ter  $J_T$  pri fiksnem  $J = 1$  lahko narišemo 3D in contour grafa



Grafa narisana preko `plot3d()` in `plot_contour()`.