

Тензорные сети и машинное обучение для динамических и стационарных квантовых систем

Лучников Илья Андреевич





|--|



- 1. Тензорные сети в квантовой механике
- 2. Подходы к описанию открытых квантовых систем
- 3. Временная сеть резервуара и эффективное окружение квантовой системы
- 4. Машинное обучение для марковского вложения
- 5. Квантовая динамика в стробоскопическом пределе
- Вариационный автокодировщик для 6. квантовой системы

восстановления состояния многочастичной





Вектор состояния
$$\begin{split} |\psi\rangle &= \sum_{ij} \psi_{ij} |i\rangle \otimes |j\rangle \\ \psi &\in \mathbb{C}^{n \times m}, \ n \geq m \end{split}$$





Вектор состояния
$$\begin{split} |\psi\rangle &= \sum_{ij} \psi_{ij} |i\rangle \otimes |j\rangle \\ \psi &\in \mathbb{C}^{n \times m}, \ n \geq m \end{split}$$



Сингулярное
разложение
$$\psi_{ij} = \sum_{k} U_{ik} \Lambda_k V_{jk}$$

 $UU^{\dagger} = P, U^{\dagger}U^{\dagger}$
 $V^{\dagger}V = VV^{\dagger} = I$





Вектор состояния $|\psi\rangle = \sum \psi_{ij} |i\rangle \otimes |j\rangle$ $\psi \in \mathbb{C}^{n \times m}, \ n \ge m$





Сингулярное
разложение
$$\psi_{ij} = \sum_{k} U_{ik} \Lambda_k V_j$$

 $UU^{\dagger} = P, U^{\dagger}U =$
 $V^{\dagger}V = VV^{\dagger} = I$



U







Новое квантовое состояние «дешевле» хранить в виде матриц



Вектор состояния
$$|\psi\rangle = \sum_{ij} \psi_{ij} |i\rangle \otimes |j\rangle$$

 $\psi \in \mathbb{C}^{n \times m}, n \ge m$



 $\psi \to U_r, \Lambda_r, V_r^{\dagger}$ $nm \rightarrow nr + rm + r$

2. Усечение матриц

Сингулярное разложение $\psi_{ij} = \sum U_{ik} \Lambda_k V_{kj}^{\dagger}$ $k \\ UU^{\dagger} = P, \ U^{\dagger}U = I$ $V^{\dagger}V = VV^{\dagger} = I$

$$U \longrightarrow U_{r}$$
3. Расчет матрицы
меньшего ранга
$$\Lambda \longrightarrow \Lambda_{r} \longrightarrow U_{r} \longrightarrow U_{r}$$

$$\Lambda_{r} \longrightarrow V_{r}^{\dagger} \longrightarrow M$$

$$W_{r}$$

$$M$$





Достаточный ранг вектора состояния двусоставной системы







Достаточный ранг вектора состояния двусоставной системы

 $\rho_{ij}^{L} = \sum_{k} \psi_{ik} \psi_{jk}^{*} = \sum_{k} U_{ik} \Lambda_{k}^{2} U_{kj}^{\dagger} \qquad |e\rangle \frac{L}{|g\rangle} \qquad |e_{2}\rangle \frac{1}{|g\rangle} |e_{1}\rangle$









Достаточный ранг вектора состояния двусоставной системы









Достаточный ранг вектора состояния двусоставной системы



 $S = -\operatorname{Tr}\rho^L \log \rho^L = -\operatorname{Tr}\rho^L = -\operatorname{Tr}\rho^L \log \rho^L = -\operatorname{Tr}\rho^L = -\operatorname{Tr}$

Состояние системы с энтропией перепутанности S с хорошей точностью приближается состоянием с рангом r



$$|e_{2}\rangle \frac{R}{\sum |e_{1}\rangle} |e_{1}\rangle \qquad \qquad \rho_{ij}^{R} = \sum_{k} \psi_{ki} \psi_{kj}^{*} = \sum_{k} V_{ik}^{*} \Lambda_{k}^{2} V_{ik}^{*}$$

$$\operatorname{Tr} \rho^R \log \rho^R = -\sum_k \Lambda_k^2 \log \Lambda_k^2$$

 $\operatorname{rank} \psi \leq r \Rightarrow \operatorname{rank} \rho^L = \operatorname{rank} \rho^R \leq r \Rightarrow S \leq \log r$

 $r \approx \exp(S)$

Verstraete, F., & Cirac, J. I. (2006). Matrix product states represent ground states faithfully. *Physical Review B*, 73(9), 094423.







Тензорные сети и тензорные диаграммы

Перемножение матрицы на вектор

 $c_i = \sum_j B_{ij} a_j = \frac{1}{i} B_{j} a_j$

Перемножение двух матриц
$$C_{ik} = \sum_{j} A_{ij} B_{jk} = \frac{1}{i} \frac{A_{j}}{j} \frac{B_{jk}}{k}$$

Тензорное произведение матриц

 $-\frac{1}{k}$

$$C_{ijkl} = B_{ij} \otimes A_{kl} =$$





Свертка двух тензоров

$$C_{jl} = \sum_{i} A_{ijk} B_{lki} = \begin{bmatrix} A & B \\ j & l \\ k \end{bmatrix}$$





 $|\psi\rangle = \sum \psi_{i_1,i_2,\ldots,i_n} |i_1\rangle \otimes |i_2\rangle \otimes \ldots \otimes |i_n\rangle$ $i_1, i_2, ..., i_n$







 $|\psi\rangle = \sum \psi_{i_1,i_2,...,i_n} |i_1\rangle \otimes |i_2\rangle \otimes ... \otimes |i_n\rangle$ *d*ⁿ коэффициентов $i_1, i_2, ..., i_n$





$|\psi\rangle = \sum \psi_{i_1,i_2,...,i_n} |i_1\rangle \otimes |i_2\rangle \otimes ... \otimes |i_n\rangle$ d^n коэффициентов $i_1, i_2, ..., i_n$







$|\psi\rangle = \sum \psi_{i_1,i_2,...,i_n} |i_1\rangle \otimes |i_2\rangle \otimes ... \otimes |i_n\rangle$ d^n коэффициентов $i_1, i_2, ..., i_n$







 l_n



$|\psi\rangle = \sum \psi_{i_1,i_2,...,i_n} |i_1\rangle \otimes |i_2\rangle \otimes ... \otimes |i_n\rangle$ d^n коэффициентов i_1, i_2, \dots, i_n

































системы

















квантовых систем





$\rho_{\rm S}(T)$



квантовых систем





$\rho_{\rm S}(T)$

Tr

- $\rho_{\rm S}(T)$
- Tr



Язык тензорных сетей для открытых квантовых систем







Понижение размерности окружения

Временная сеть резервуара имеет форму MPS







Понижение размерности окружения







Оценка достаточной размерности эффективного окружения

$$d_{\rm ER} = \exp\left(2\right)$$



 $2n\gamma T(1 - \log \gamma \tau))$



Оценка достаточной размерности эффективного окружения

$$d_{\rm ER} = \exp\left(2\right)$$







Глубина памяти Ширина ядра Ж в уравнении $\frac{d\rho_{\rm S}(t)}{dt} = \int_{t_0}^t \mathscr{K}(t,\tau) \left[\rho_{\rm S}(\tau)\right] d\tau$



Оценка достаточной размерности эффективного окружения

$$d_{\rm ER} = \exp\left(2n\gamma T(1 - \log\gamma\tau)\right)$$





 $\tau = \omega^{-}$

максимальная ()частота изменения ядра 🚿

Глубина памяти Ширина ядра Ж в уравнении $\frac{d\rho_{\rm S}(t)}{dt} = \int_{t_0}^t \mathscr{K}(t,\tau) \left[\rho_{\rm S}(\tau)\right] d\tau$





Оценка достаточной размерности эффективного окружения



Luchnikov, I. A., Vintskevich, S. V., Ouerdane, H., & Filippov, S. N. (2019). Simulation complexity of open quantum dynamics: Connection with tensor networks. *Physical review letters*, *122*(16), 160401.

 $H_{\text{int}} = \gamma \sum_{i=1}^{n} A_i \otimes B_i \quad \text{Im}$



$$2n\gamma T(1 - \log \gamma \tau))$$

 $\tau = \omega^{-}$

(*м*) максимальная частота изменения ядра *Ж*

Глубина памяти Ширина ядра \mathcal{K} в уравнении $\frac{d\rho_{\rm S}(t)}{dt} = \int_{t}^{t} \mathcal{K}(t,\tau) [\rho_{\rm S}(\tau)] d\tau$





Пример: распад двухуровневой системы в структурированном окружении

 $H = \frac{\Delta}{2}\sigma_z + \sum_k \Omega_k a_k^{\dagger} a_k + \sum_k g_k \left(a_k^{\dagger} \sigma_- + a_k \sigma_+ \right)$ $Tr\left[\sigma_{z}\varrho\left(t
ight)
ight]$ 0.0 (a) (b)Сжатие -0.5 окружения





9

Первое положение, выносимое на защиту

Немарковская динамика открытой квантовой системы допускает марковское вложение с размерностью эффективного окружения

 $d_{\rm ER} \approx \exp\left(2i\right)$

взаимодействия окружения и системы.



$$2n\gamma T\left[1-\log(\gamma\tau)\right]\right),$$

где Т – характерное время убывания корреляционных функций окружения, *n* — количество различных степеней свободы системы, участвующих во взаимодействии с окружением, τ^{-1} — характерная частота изменения корреляционных функций резервуара, γ — константа



Восстановление эффективного окружения по экспериментальным данным



Набор данных для восстановления эффективного окружения



осстановления $\{E_i\}_{i=1}^N$



по экспериментальным данным







Восстановление эффективного окружения по экспериментальным данным

$\log P\left[E_1, E_2, .\right.$

$U^{\rm opt}_{\delta t} \to \Phi_{\delta t}$

Luchnikov, I. A., Vintskevich, S. V., Grigoriev, D. A., & Filippov, S. N. (2020). Machine learning non-Markovian quantum dynamics. *Physical Review Letters*, *124*(14), 140502.



$$\dots, E_N | U_{\delta t}] \to \max_{U_{\delta t}}$$
$$\to \mathscr{L} = \frac{\log \Phi_{\delta t}}{\delta t}$$


Расчет логарифмическе

$$\begin{aligned} \frac{\partial \log p\left(\{E_i\}_{i=1}^n \mid H\right)}{\partial H_{ij}} &= \frac{1}{p\left(\{E_i\}_{i=1}^n \mid H\right)} \frac{\partial p\left(\{E_i\}_{i=1}^n \mid H\right)}{\partial H_{ij}} \\ \frac{\partial p\left(\{E_i\}_{i=1}^n \mid H\right)}{\partial H_{ij}} &= \sum_{m=1}^n \operatorname{Tr} \left\{ \left(E_m \mathscr{C}_{S+\text{ER}}(t_m) E_m\right) \otimes I_A \left[\frac{\partial U(H)}{\partial H_{ij}} \tilde{\varrho}_{S+\text{ER}}(t_{m-1}) \otimes \varrho_A U^{\dagger}(H) + U(H) \tilde{\varrho}_{S+\text{ER}}(t_{m-1}) \otimes \varrho_A \frac{\partial U^{\dagger}(H)}{\partial H_{ij}} \right] \\ \frac{\partial U(H)}{\partial H_{ij}} &= \left(\frac{\partial U^{\dagger}(H)}{\partial H_{ij}} \right)^{\dagger} = \sum_{k,l} f_{kl} \langle \psi_k \mid i \rangle \langle j \mid \psi_l \rangle \mid \psi_k \rangle \langle \psi_l \mid I \rangle \\ f_{kl} &= \begin{cases} \frac{e^{-i\lambda_k} - e^{-i\lambda_l}}{\lambda_k - \lambda_l}, & \lambda_k \neq \lambda_l, \\ e^{-i\lambda_l}, & \lambda_k = \lambda_l \end{cases} \end{aligned}$$













Определение размерности эффективного окружения по ошибке на валидационном наборе

$$0 = -0.60 = -0.60 = -0.61 = -0.62 = -0.62 = -0.63 = -0.63 = -0.64 = -0.65 =$$







Предсказание немарковской квантовой динамики

Размер набора данных 100 000 результатов измерений







/ \	
$\langle \sigma_z \rangle$	
300	



Предсказание немарковской квантовой динамики (Байесовский вариант)

Размер набора данных 100 000 результатов измерений



Предсказание отклика немарковской квантовой системы на внешнее возмущение

9

Второе положение, выносимое на защиту

Результаты последовательных однократных проективных измерений над открытой квантовой системой позволяют установить вид генератора $\mathscr L$ соответствующего марковского вложения, действующего в расширенном пространстве системы и эффективного окружения. Генератор ℒ восстанавливается алгоритмом, максимизирующим функцию правдоподобия для исходов измерений. Восстановленная динамика матрицы плотности системы дается выражением

где ER обозначает степени свободы эффективного окружения.

 $\rho_{\rm S} = {\rm Tr}_{\rm ER} \left[\exp(t\mathscr{L}) \rho_{\rm S+ER}(0) \right],$

Квантовая динамика в стробоскопическом пределе

$H = \gamma \sum_{i} A_i \otimes B_i \qquad \qquad \rho(0) = \rho$

 $P_i = |\phi\rangle \langle \phi| = \rho_{\rm pr}$

Квантовая динамика в стробоскопическом пределе

Квантовая динамика в стробоскопическом пределе

 $\gamma^2 \tau = \Omega = \text{const}, \ \tau \to 0$

Квантовая динамика в стробоскопическом пределе

$$H_{\rm eff} = H_1 - iH_2 + O(\sqrt{\tau})$$

$$H_1 = \gamma \sum_{i} A_i \langle B_j \rangle$$

$$H_2 = \frac{\Omega}{2} \sum_{jk} A_j A_k (\langle B_j B_k \rangle - \langle B_j \rangle \langle B_k \rangle)$$

$$i\frac{\partial |\psi\rangle}{\partial t} = (H_1 - iH_2) |\psi\rangle + \langle \psi | H_2 |\psi\rangle |\psi\rangle$$

Квантовая динамика в стробоскопическом пределе

$$H_{\rm eff} = H_1 - iH_2 + O(\sqrt{\tau})$$

$$H_1 = \gamma \sum_{i} A_i \langle B_j \rangle$$

$$H_2 = \frac{\Omega}{2} \sum_{jk} A_j A_k (\langle B_j B_k \rangle - \langle B_j \rangle \langle B_k \rangle)$$

$$i\frac{\partial |\psi\rangle}{\partial t} = (H_1 - iH_2) |\psi\rangle + \langle \psi | H_2 |\psi\rangle |\psi\rangle$$

Квантовая динамика в стробоскопическом пределе

$$H_{\rm eff} = H_1 - iH_2 + O(\sqrt{\tau})$$

$$H_1 = \gamma \sum_{i} A_i \langle B_j \rangle$$

$$H_2 = \frac{\Omega}{2} \sum_{jk} A_j A_k (\langle B_j B_k \rangle - \langle B_j \rangle \langle B_k \rangle)$$

$$i\frac{\partial |\psi\rangle}{\partial t} = (H_1 - iH_2) |\psi\rangle + \langle \psi | H_2 |\psi\rangle |\psi\rangle$$

Chu, Y., Liu, Y., Liu, H., & Cai, J. (2020). Quantum sensing with a single-qubit pseudo-Hermitian system. Physical Review Letters, 124(2), 020501.

Luchnikov, I. A., & Filippov, S. N. (2017). Quantum evolution in the stroboscopic limit of repeated measurements. *Physical Review A*, 95(2), 022113.

Квантовая динамика в стробоскопическом пределе (пример)

 $i\frac{\partial |\psi\rangle}{\partial t} = (H_1 - iH_2) |\psi\rangle + \langle \psi | H_2 |\psi\rangle |\psi\rangle$

Динамика индуцированная измерениями ранга r > 1

Третье положение, выносимое на защиту

Последовательные проективные измерения над вспомогательной (второй) частью двусоставной

нетривиальную динамику в подпространстве $\mathscr{H}_S \otimes \mathrm{supp} P$, где $\mathscr{H}_S -$ пространство основной (первой) части составной системы. В пределе $\gamma \tau \to 0$, $\gamma^2 \tau \to \Omega = \mathrm{const}$ динамика системы в целом задается эффективным неэрмитовым гамильтонианом

$$H_1 =$$

$$H_2 = \frac{\Omega}{2} \sum_{jk}$$

где $G_i = PB_iP, \ G_{ik} = PB_iB_kP$

квантовой системы с гамильтонианом $H = \gamma \sum A_j \otimes B_j$, повторяющиеся с периодом τ и сопровождающиеся наблюдением одинаковых исходов, отвечающих проектору P, вызывают

- $H_{\rm eff} = H_1 iH_2,$ $= \gamma \sum_{i} A_{j} \otimes G_{j},$ $A_{i}A_{k}\otimes (G_{ik}-G_{i}G_{k}),$

Y

Name	Training Cost	Data Space	Latent Space	Architecture	Sampling	Likelihood	Expressibility	Difficulty (Learn/Sample
RBM	Log- likelihood	Arbitrary	Arbitrary	Bipartite	MCMC	Intractable partition function	*	<u>22/22</u>
DBM	ELBO	Arbitrary	Arbitrary	Bipartite	MCMC	Intractable partition function & posterior	***	<u>22/222</u>
Autoregressive Model	Log- likelihood	Arbitrary	None	Ordering	Sequential	Tractable	**	<u>\$</u> /\$\$
Normalizing Flow	Log- likelihood	Continuous	Continuous, Same dimension as data	Bijector	Parallel	Tractable	**	Q / Q
VAE	ELBO	Arbitrary	Continuous	Arbitrary?	Parallel	Intractable posterior	***	ڲ / ڲ
MPS/TTN	Log- likelihood	Arbitrary?	None or tree tensor	No loop	Sequential	Tractable	***	22/22
GAN Quantum Cir-	Adversarial Adversarial	Continuous Discrete	Arbitrary? Discrete	Arbitrary Arbitrary	Parallel Parallel	Implicit Implicit	**** ****	999/9 9999/9

Таблица взята из лекций Lei Wang по генеративным моделям: https://wangleiphy.github.io/ lectures/PILtutorial.pdf

Name	Training Cost	Data Space	Latent Space	Architecture	Sampling	Likelihood	Expressibility	Difficulty (Learn/Sample
RBM	Log- likelihood	Arbitrary	Arbitrary	Bipartite	MCMC	Intractable partition function	*	22/222
DBM	ELBO	Arbitrary	Arbitrary	Bipartite	MCMC	Intractable partition function & posterior	***	<u>22/22</u>
Autoregressive Model	Log- likelihood	Arbitrary	None	Ordering	Sequential	Tractable	**	<u>9</u> /99
Normalizing Flow	Log- likelihood	Continuous	Continuous, Same dimension as data	Bijector	Parallel	Tractable	**	Q / Q
VAE	ELBO	Arbitrary	Continuous	Arbitrary?	Parallel	Intractable posterior	***	ڲ / ڲ
MPS/TTN	Log- likelihood	Arbitrary?	None or tree tensor	No loop	Sequential	Tractable	***	<u>22/22</u>
GAN Quantum Cir- cuit	Adversarial Adversarial	Continuous Discrete	Arbitrary? Discrete	Arbitrary Arbitrary	Parallel Parallel	Implicit Implicit	**** ****	999/9 9999/9

Неполный функционал *P*[правдоподобия:

$$[x | \theta] = \int P[x | z, \theta] P[z] dz$$

Неполный функционал *P*[правдоподобия:

$$[x | \theta] = \int P[x | z, \theta] P[z] dz$$

Неполный функционал *P*[правдоподобия:

$$[x | \theta] = \int P[x | z, \theta] P[z] dz$$

Вероятность
перехода:
$$i=4, j=N$$

 $P[x \mid z, \theta] = \prod_{i=1, j=1}^{i=4, j=N} \pi_{ij}(\theta)^{x_{ij}}$

1

Генеративная модель как квантовое состояние

$M^{lpha}-\mathrm{IC}\ \mathrm{POVM}$

Генеративная модель как квантовое состояние

M^{α} – IC POVM

 $P_{\alpha} = \operatorname{Tr}[M^{\alpha}\varrho] \quad \bigstar \quad \varrho = \sum P_{\alpha}[M^{\alpha}]^{-1}$

 $[M^{\alpha}]^{-1} = \sum_{\alpha'} T^{-1}_{\alpha\alpha'} M^{\alpha'}$ $T_{\alpha\alpha'} = \operatorname{Tr} \left(M^{\alpha} M^{\alpha'} \right)$

Генеративная модель как квантовое состояние

M^{α} – IC POVM

 $P_{\alpha} = \operatorname{Tr}[M^{\alpha}\varrho] \quad \blacklozenge \quad P_{\alpha}[M^{\alpha}]^{-1}$

Carrasquilla, J., Torlai, G., Melko, R.G. et al. Reconstructing quantum states with generative models. *Nat Mach Intell* **1**, 155–161 (2019) doi:10.1038/s42256-019-0028-1

Appleby, M., Fuchs, C.A., Stacey, B.C. et al. Eur. Phys. J. D (2017) 71: 197. https://doi.org/10.1140/epjd/e2017-80024-y

Тетраэдральный **POVM:**

Многочастичный тетраэдральный **POVM:**

 $M_{\text{tetra}}^{\alpha_1,\ldots,\alpha_N} = M_{\text{tetra}}^{\alpha_1} \otimes M_{\text{tetra}}^{\alpha_2} \otimes \ldots \otimes M_{\text{tetra}}^{\alpha_N}$

Генеративная модель как квантовое состояние

Генеративная модель как квантовое состояние

Генеративная модель: $p[x | \theta, h] = \int p[x | z, \theta, h] p[z] dz$

Внешнее магнитное поле

Численные эксперименты

Численные эксперименты

Генеративная модель: $p[x | \theta, h] = \int p[x | z, \theta, h] p[z] dz$

Внешнее магнитное поле

Квантовое состояние:

$$|\Omega(h)\rangle = \arg\min_{|\psi(h)\rangle} \frac{\langle \psi(h) | H | \psi(h) \rangle}{\langle \psi(h) | \psi(h) \rangle}$$
$$H = -\sum_{\langle i,j \rangle} \sigma_z^i \sigma_z^{i+1} + h \sum_i \sigma_x^i$$

Корреляционные функции

поля

Зависимость намагниченности от внешнего поля

Точность описания для небольших цепочек

Luchnikov, I.A.; Ryzhov, A.; Stas, P.-J.; Filippov, S.N.; Ouerdane, H. Variational Autoencoder Reconstruction of Complex Many-Body Physics. *Entropy* **2019**, *21*, 1091.

Четвертое положение, выносимое на защиту

Вариационный автокодировщик, обученный на конечном наборе исходов информационно полных измерений над многочастичной квантовой системой, позволяет генерировать неограниченно большую выборку исходов измерений, удовлетворяющих той же статистике, что и истинные результаты измерений. Сгенерированные вариационным автокодировщиком выборки позволяют рассчитать корреляционные функции многочастичной квантовой системы и средние значения локальных наблюдаемых.

- оценивать его размерность
- Впервые предложен алгоритм восстановления Марковского вложения для квантовой системы, но и ее отклик на внешнее возмущение
- динамики индуцированной измерениями
- Разработан и протестирован новый подход к восстановлению состояния измерений при помощи вариационного автокодировщика

Выводы

Предложена новая тензорная сеть, которая описывает действие окружения на квантовую систему, позволяющая строить сжатое представление окружения и

немарковских квантовых систем по исходам последовательных измерений над системой, позволяющий предсказывать не только динамику немарковской

• Введена концепция стробоскопического пределе и описан новый тип квантовой

многочастичной квантовой системы по исходам информационно полных

Спасибо за внимание!

