

Quantum Speed Limit for Quantum Natural Gradient Descent

かしやるふあ

2020年11月26日

1 Quantum Speed Limit

ターゲットの量子系に付随したHilbert空間を \mathcal{H} で表し、その密度演算子全体のなすRiemann多様体を $\mathcal{S} := \mathcal{D}(\mathcal{H})$ とする。このとき \mathcal{S} の計量テンソルを g とする(詳細は[1]を参照)。さらに \mathcal{S} の部分多様体 \mathcal{M} を考える。 \mathcal{M} に含まれる密度演算子は、パラメータ $\boldsymbol{\theta} \in \Theta \subset \mathbb{R}^m$ を用いて $\rho(\boldsymbol{\theta})$ と表されるとする。

以下では、パラメータ $\boldsymbol{\theta}$ が時間 $t \in [0, \tau]$ に依存している場合を考える： $t \in [0, \tau] \rightarrow \boldsymbol{\theta}(t)$ 。このとき $\rho_t := \rho(\boldsymbol{\theta}(t))$ が \mathcal{M} でなす曲線を γ と書く。つまり $\gamma := \{\rho_t : t \in [0, \tau]\}$ である。以下では ρ_t は t について滑らかであるとする。2つの量子状態 ρ_0 と ρ_τ の間の計量テンソルを g による測地線距離を $\mathcal{D}(\rho_0, \rho_\tau)$ として、曲線 γ に沿った長さを $\mathcal{L}(\gamma)$ とする。 $\mathcal{L}(\gamma)$ は、

$$\mathcal{L}(\gamma) := \int_0^\tau dt \sqrt{\sum_{\mu, \nu} g_{\mu\nu}(\boldsymbol{\theta}_t) \frac{d\theta_\mu}{dt} \frac{d\theta_\nu}{dt}} \quad (1)$$

で定義されている。このとき測地線距離の定義から

$$\mathcal{D}(\rho_0, \rho_\tau) \leq \mathcal{L}(\gamma) \quad (2)$$

が成立している[1]。この不等式を量子速度限界(quantum speed limit)と呼ぶ。

2 Quantum Natural Gradient Descent

Riemann多様体 \mathcal{M} 上の滑かな関数 \mathcal{F} についての最適化問題を考える。この最適化問題を解く手法の1つがQuantum Natural Gradient Descent [2]である。このノートでは簡単にするために、パラメータの更新を微小にしたQuantum Natural Gradient Descentを考える。つまりQuantum Natural Gradient Descentにおけるパラメータ $\boldsymbol{\theta}$ の変化は、前節の設定と同様の滑らかな曲線となる。これを前節と同じ記号 γ で表す。連続時間でのQuantum Natural Gradient Descentにおけるパラメータの変化則は

$$g(\boldsymbol{\theta}) \frac{d\boldsymbol{\theta}}{dt} = -\nabla \mathcal{F}(\boldsymbol{\theta}) \quad (3)$$

で与えられる。これは成分で表すと、

$$\sum_{\nu} g_{\mu\nu}(\boldsymbol{\theta}) \frac{d\theta_\nu}{dt} = -\partial_\mu \mathcal{F}(\boldsymbol{\theta}) \quad (4)$$

となる。この更新式を用いると $\mathcal{L}(\gamma)$ は

$$\mathcal{L}(\gamma) = \int_0^\tau dt \sqrt{\sum_{\mu,\nu} g^{\mu\nu} (\partial_\mu \mathcal{L})(\partial_\nu \mathcal{L})} \quad (5)$$

となる。ここで $g^{\mu\nu}$ は g の逆行列 g^{-1} の (μ, ν) 成分である。この式と量子速度限界(2)を組み合わせると

$$\mathcal{D}(\rho_0, \rho_\tau) \leq \int_0^\tau dt \sqrt{\sum_{\mu,\nu} g^{\mu\nu} (\partial_\mu \mathcal{L})(\partial_\nu \mathcal{L})} \quad (6)$$

が得られる。(6)式がQuantum Natural Gradient Descentに対して成り立つ量子速度限界であり、本ノートのメインの結果である。

残りの課題は、 g と \mathcal{L} について具体的な形を代入して、(6)式から意味のある結果を得ることである。

2.1 ユニタリダイナミクスの場合

具体的なケースとして $\rho(\boldsymbol{\theta}) = U_{\boldsymbol{\theta}} \rho U_{\boldsymbol{\theta}}^\dagger$ とユニタリ行列 $U_{\boldsymbol{\theta}}$ を用いて表されている場合を考える。ここで $U_{\boldsymbol{\theta}}$ は生成子 \mathbf{X} を使って $U_{\boldsymbol{\theta}} = e^{-i\boldsymbol{\theta} \cdot \mathbf{X}}$ と表せるとする。すると $iU_{\boldsymbol{\theta}}^\dagger \partial_\mu U_{\boldsymbol{\theta}} = X_\mu$ が成り立つ。

2.1.1 Quantum Fisher information metricの場合

計量テンソル g がquantum Fisher information metricの場合を考えよう。このとき

$$g_{\mu\nu}(\boldsymbol{\theta}) = \frac{1}{2} \sum_{j,l} \frac{(p_j - p_l)^2}{p_j + p_l} \langle j | \Delta X_\mu | l \rangle \langle l | \Delta X_\nu | j \rangle \quad (7)$$

が成り立つ[1]。ここで $\rho(\boldsymbol{\theta}) = \sum_j p_j |j\rangle \langle j|$ と展開した。また $\Delta X_\mu := X_\mu - \text{tr}(X_\mu \rho(\boldsymbol{\theta}))$ である。

参考文献

- [1] Diego Paiva Pires et al., Generalized Geometric Quantum Speed Limits, Phys. Rev. X 6, 021031 (2016).
- [2] James Stokes et al., Quantum natural gradient, Quantum 4, 269 (2020).