

Quantum Computation: Zusammenfassung der 7. Vorlesung (28.11.08)

2.2 Die Quantenfouriertransformation

Der unter dem Namen “Fast Fourier Transformation” bekannte klassische Algorithmus, der die diskrete Fourientransformation implementiert, ist reversibel und kann unmittelbar als unitärer Quantenalgorithmus aufgefasst werden. Der Schaltkreis enthält nur unitäre Gatter, die wir schon betrachtet haben.

Definition: Die lineare Abbildung des \mathbf{C}^M

$$c_k \mapsto \frac{1}{\sqrt{M}} \sum_{j=0}^{M-1} e^{-\frac{2\pi i}{M}kj} c_j \quad (k = 0, 1, 2, \dots, (M-1))$$

heißt diskrete Fouriertransformation. In der Quanteninformatonstheorie wird dagegen für ein N -Qubitsystem, d.h. für $M = 2^N$, die dazu inverse Transformation im \mathbf{C}^{2^N} mit Quantenfourientransformation bezeichnet:

$$\mathbf{F}_N : c_k \mapsto \hat{c}_k := \frac{1}{\sqrt{2^N}} \sum_{j=0}^{2^N-1} e^{\frac{2\pi i}{2^N}kj} c_j \quad (k = 0, 1, 2, \dots, (2^N - 1)).$$

Man kann direkt zeigen, dass die Matrixelemente der diskreten Fouriertransformation eine unitäre Matrix bilden. Da wir uns nur für die Quantenfouriertransformation interessieren, können wir uns dies ersparen, denn in diesem Fall ist es eine direkte Folge der Tensorproduktarstellung, die wir nun herleiten werden. Zuvor noch eine Bemerkung zur Nomenklatur: Für $\psi \in \mathbf{C}^{2^N}$ bezeichnen wir die Quantenfouriertransformierte mit

$$\hat{\psi} = (|0\rangle |1\rangle |2\rangle \dots |2^N - 1\rangle) (\mathbf{F}_{Nkj}) \begin{pmatrix} c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ \vdots \\ c_{2^N-1} \end{pmatrix},$$

und es gilt

$$\begin{aligned}\hat{\psi} &= (|0\rangle |1\rangle |2\rangle \dots |2^N - 1\rangle) \begin{pmatrix} \hat{c}_0 \\ \hat{c}_1 \\ \hat{c}_2 \\ \cdot \\ \cdot \\ \hat{c}_{2^N-1} \end{pmatrix} \\ &= (|\hat{0}\rangle |\hat{1}\rangle |\hat{2}\rangle \dots |2^N \hat{-} 1\rangle) \begin{pmatrix} c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ \cdot \\ \cdot \\ c_{2^N-1} \end{pmatrix}.\end{aligned}$$

Ebenso kann man auch die inverse Quantenfourientransformierte,

$$\check{\varphi} = (|0\rangle |1\rangle |2\rangle \dots |2^N - 1\rangle) (\overline{\mathbf{F}_{\mathbf{N}kj}}) \begin{pmatrix} c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ \cdot \\ \cdot \\ c_{2^N-1} \end{pmatrix},$$

auf verschiedene Weise schreiben:

$$\begin{aligned}\check{\varphi} &= (|0\rangle |1\rangle |2\rangle \dots |2^N - 1\rangle) \begin{pmatrix} \check{c}_0 \\ \check{c}_1 \\ \check{c}_2 \\ \cdot \\ \cdot \\ \check{c}_{2^N-1} \end{pmatrix} \\ &= (|\check{0}\rangle |\check{1}\rangle |\check{2}\rangle \dots |2^N \check{-} 1\rangle) \begin{pmatrix} c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ \cdot \\ \cdot \\ c_{2^N-1} \end{pmatrix}.\end{aligned}$$

Wegen der Symmetrie von $\mathbf{F}_{\mathbf{N}kj}$ in der Computerbasis ist $\mathbf{F}_{\mathbf{N}kj}^+ = \overline{\mathbf{F}_{\mathbf{N}kj}}$.

Mit $j = 2^{N-1}x_1 + 2^{N-2}x_2 + \dots + 2^0x_N$ ist

$$\begin{aligned}
|\hat{k}\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2^N}} \sum_{j=0}^{2^N-1} e^{\frac{2\pi i}{2^N}kj} |j\rangle \\
&= \frac{1}{\sqrt{2^N}} \sum_{x_1=0}^1 \sum_{x_2=0}^1 \dots \sum_{x_N=0}^1 e^{\frac{2\pi i}{2^N}k(2^{N-1}x_1 + 2^{N-2}x_2 + \dots + 2^0x_N)} \bigotimes_{l=1}^N |x_l\rangle \\
&= \frac{1}{\sqrt{2^N}} \sum_{x_1=0}^1 \sum_{x_2=0}^1 \dots \sum_{x_N=0}^1 e^{2\pi i k (\frac{x_1}{2} + \frac{x_2}{4} + \dots + \frac{x_N}{2^N})} \bigotimes_{l=1}^N |x_l\rangle \\
&= \frac{1}{\sqrt{2^N}} \sum_{x_1=0}^1 \sum_{x_2=0}^1 \dots \sum_{x_N=0}^1 \bigotimes_{l=1}^N e^{2\pi i k \frac{x_l}{2^l}} |x_l\rangle \\
&= \frac{1}{\sqrt{2^N}} \left(\sum_{x_1=0}^1 e^{2\pi i k \frac{x_1}{2}} |x_1\rangle \right) \otimes \left(\sum_{x_2=0}^1 e^{2\pi i k \frac{x_2}{4}} |x_2\rangle \right) \otimes \dots \otimes \left(\sum_{x_N=0}^1 e^{2\pi i k \frac{x_N}{2^N}} |x_N\rangle \right) \\
&= \frac{1}{\sqrt{2^N}} \bigotimes_{l=1}^N (|0\rangle + e^{2\pi i k \frac{x_l}{2^l}} |1\rangle).
\end{aligned}$$

Sei nun $k = 2^{N-1}y_1 + 2^{N-2}y_2 + \dots + y_N$, dann ist

$$2\pi i k \frac{x_l}{2^l} = 2\pi i x_l (2^{N-(l+1)}y_1 + \dots + y_{N-l} + \frac{y_{N-(l-1)}}{2} \dots + \frac{y_N}{2^l}),$$

denn für $N - (l + j) = 0$ ist $j = N - l$. Schreibt man

$$0, y_{N-(l-1)}y_{N-(l-2)} \dots y_N := \frac{y_{N-(l-1)}}{2} + \frac{y_{N-(l-2)}}{4} + \dots + \frac{y_N}{2^l},$$

dann ist

$$|\hat{k}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^N}} \bigotimes_{l=1}^N (|0\rangle + e^{2\pi i \cdot 0, y_{N-(l-1)}y_{N-(l-2)} \dots y_N} |1\rangle),$$

weil $e^{2\pi i Z} = 1$ für $Z \in \mathbf{Z}$, und ebenso

$$|\check{k}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^N}} \bigotimes_{l=1}^N (|0\rangle + e^{-2\pi i \cdot 0, y_{N-(l-1)}y_{N-(l-2)} \dots y_N} |1\rangle).$$

Damit ist

$$\begin{aligned}\mathbf{F}_N &= \sum_{j=0}^{2^N-1} |\hat{j}\rangle(j| \\ &= \frac{1}{\sqrt{2^N}} \sum_{j=0}^{2^N-1} \left(\bigotimes_{l=1}^N (|0\rangle + e^{2\pi i 0, x_{N-(l-1)} x_{N-(l-2)} \dots x_N} |1\rangle) \right) (j| \end{aligned}$$

und mithin

$$\begin{aligned}\mathbf{F}_N^+ &= \sum_{j'=0}^{2^N-1} |j'\rangle(\hat{j}'| \\ &= \frac{1}{\sqrt{2^N}} \sum_{j'=0}^{2^N-1} |j'\rangle \left(\bigotimes_{l=1}^N (\langle 0| + e^{-2\pi i 0, x'_{N-(l-1)} x'_{N-(l-2)} \dots x'_N} \langle 1|) \right), \end{aligned}$$

wobei $|j'\rangle = |x'_1 x'_2 \dots x'_N\rangle$ ist. Folglich ist

$$\begin{aligned}\mathbf{F}_N \mathbf{F}_N^+ &= \frac{1}{2^N} \sum_{j=0}^{2^N-1} \left(\bigotimes_{l=1}^N (|0\rangle + e^{2\pi i 0, x_{N-(l-1)} x_{N-(l-2)} \dots x_N} |1\rangle) \right) \\ &\quad \left(\bigotimes_{l=1}^N (\langle 0| + e^{-2\pi i 0, x_{N-(l-1)} x_{N-(l-2)} \dots x_N} \langle 1|) \right) \\ &= \frac{1}{2^N} \sum_{j=0}^{2^N-1} \bigotimes_{l=1}^N (|0\rangle \langle 0| + |1\rangle \langle 1|) = \mathbf{1}. \end{aligned}$$

\mathbf{F}_N ist also unitär und damit sind $\{|\hat{k}\rangle\}$ und $\{|\check{k}\rangle\}$ Orthonormalbasen im \mathbf{C}^{2^N} . Wie die Tensorprodukt-darstellung zeigt, bestehen diese Basen, wie die Computerbasis, aus unverschränkten Zuständen.