

# 電気回路の量子力学\_ver.3

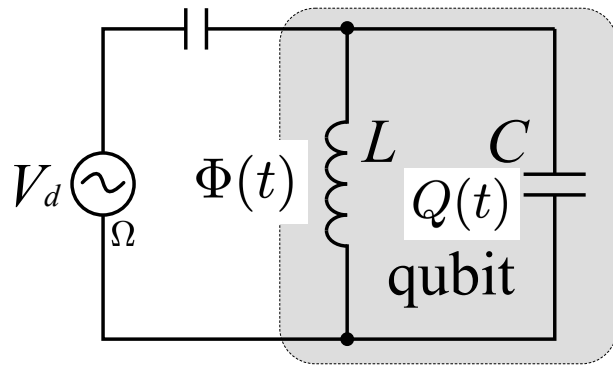
- 超伝導量子回路の基礎として -

有明高専 松野哲也

量子化磁束動力学シミュレーション研究グループ  
秋のセミナー 2023年10月21日（土）-22日（日）

# 超伝導トランズモン量子ビット(1/2)

(a) トランズモンキュービットの等価回路



変調制御信号:

$$V_d(t) \propto \text{Re}[u(t) \exp(j\Omega t)]$$

インダクタ  $L$  の鎖交磁束:

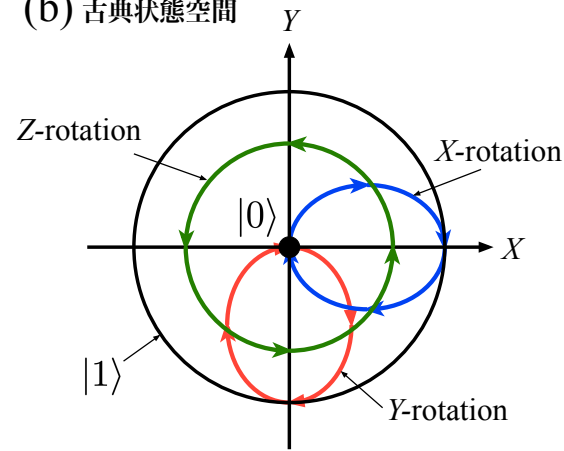
$$\Phi(t) = \text{Re}[\phi(t) \exp(j\Omega t)]$$

キャパシタ  $C$  の蓄積電荷:

$$Q(t) = \text{Re}[q(t) \exp(j\Omega t)]$$

$\Omega$  キャリア角周波数

(b) 古典状態空間



$$X = \text{Re}[\phi(t)] \quad Y = \text{Re}[q(t)]$$

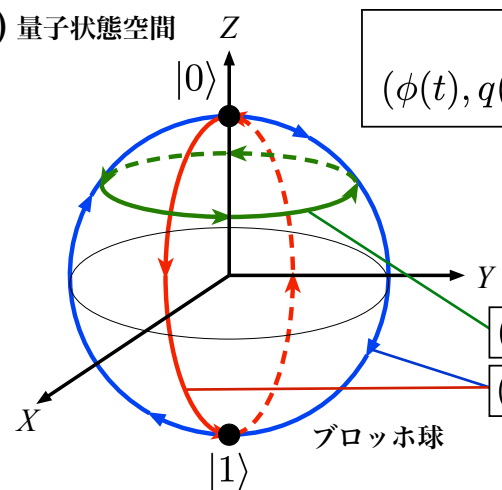
$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} \quad \text{共振角周波数}$$

$$\Delta = \omega_0 - \Omega \quad \text{detuning}$$

$(u(t), \Delta)$  制御スキーム

$(\phi(t), q(t))$  古典状態変数

(c) 量子状態空間



キュービット波動関数

$$(\phi(t), q(t)) \rightarrow |\psi(t)\rangle = \alpha(t)|0\rangle + \beta(t)|1\rangle$$

$(u(t), \Delta)$  制御スキーム

$(\alpha(t), \beta(t))$  量子状態変数

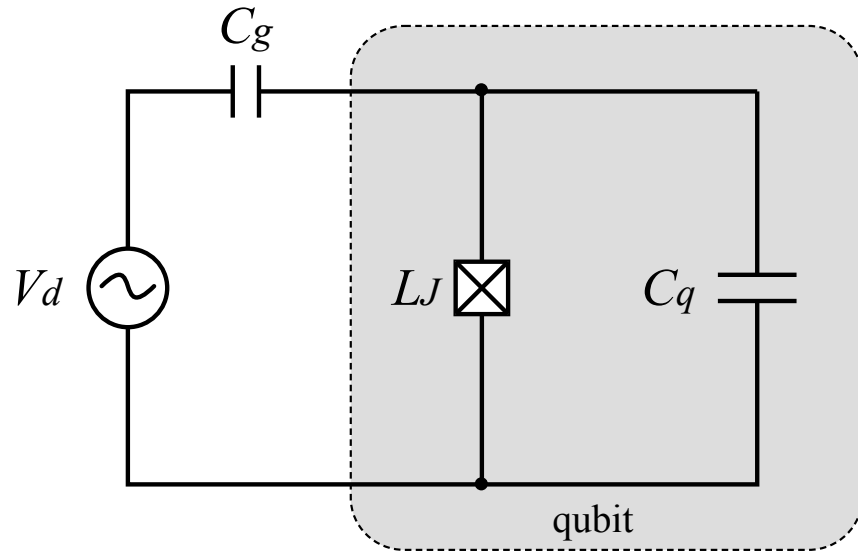
$$(u(t) \equiv 0, \Delta \neq 0)$$

$$(u(t) \neq 0, \Delta = 0)$$

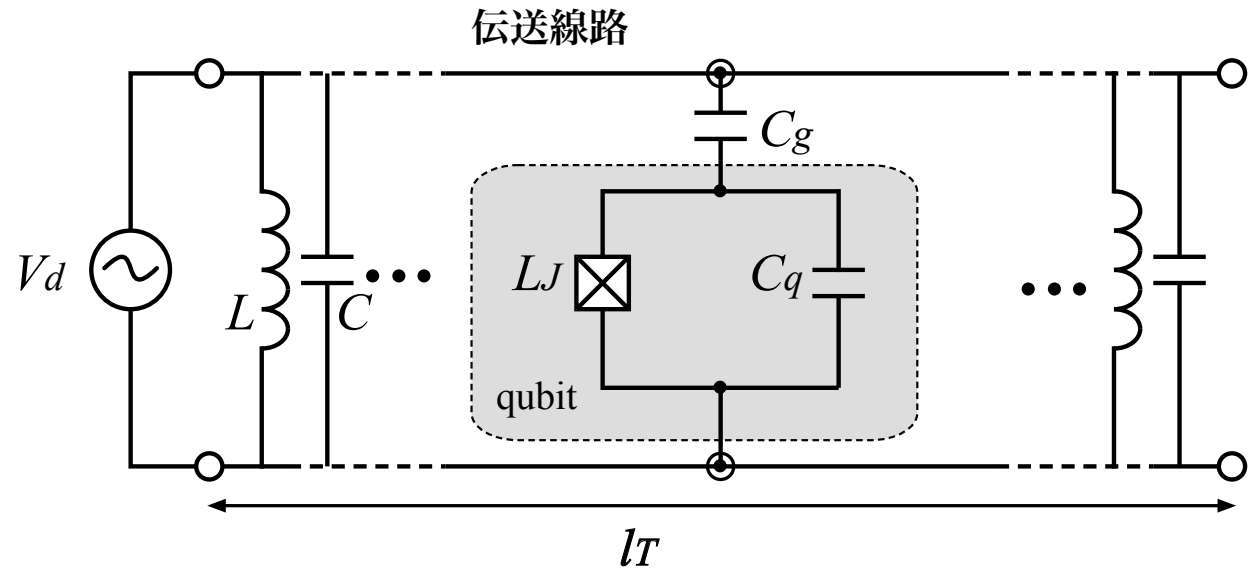
制御スキーム = 量子ゲート操作

# 超伝導トランズモン量子ビット(2/2)

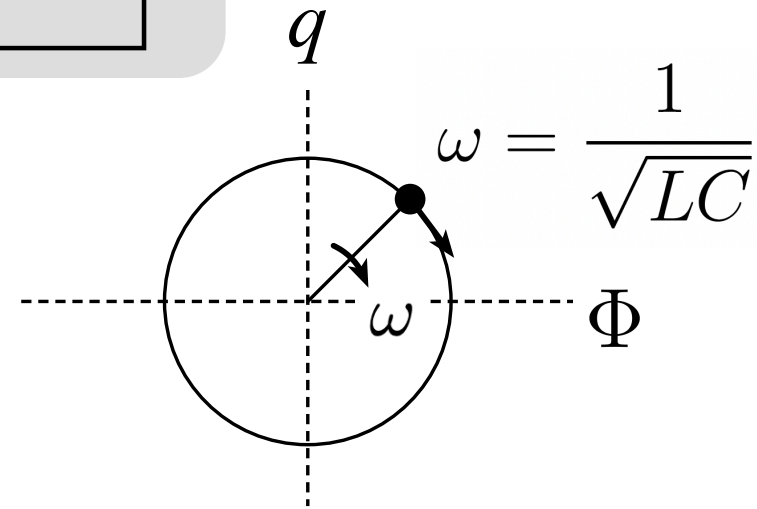
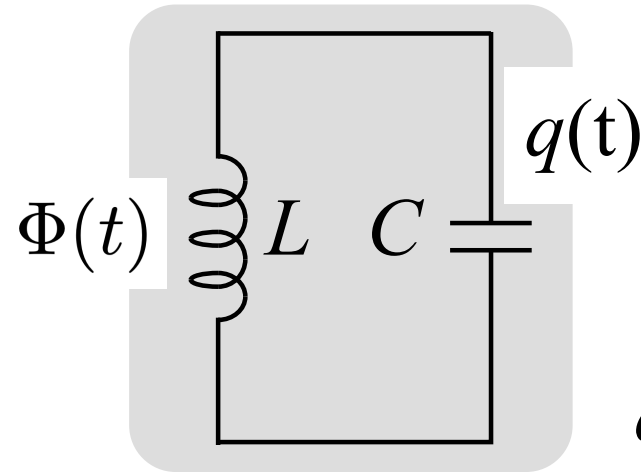
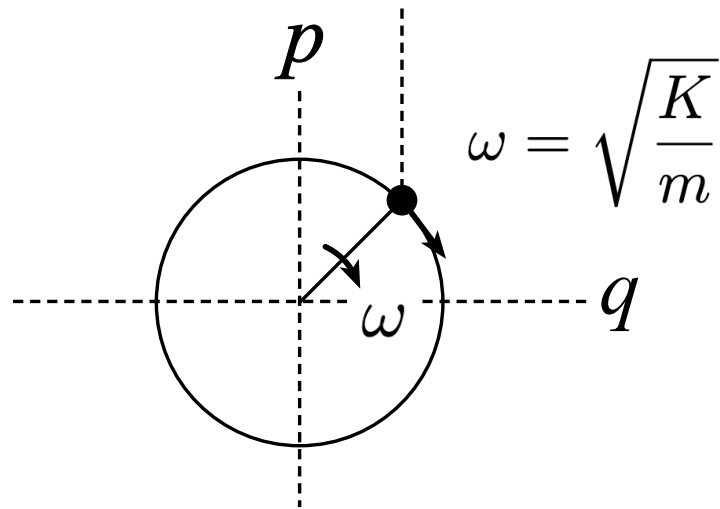
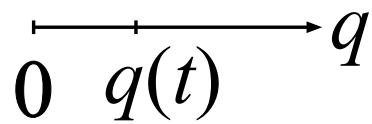
(a) トランズモンキュービット



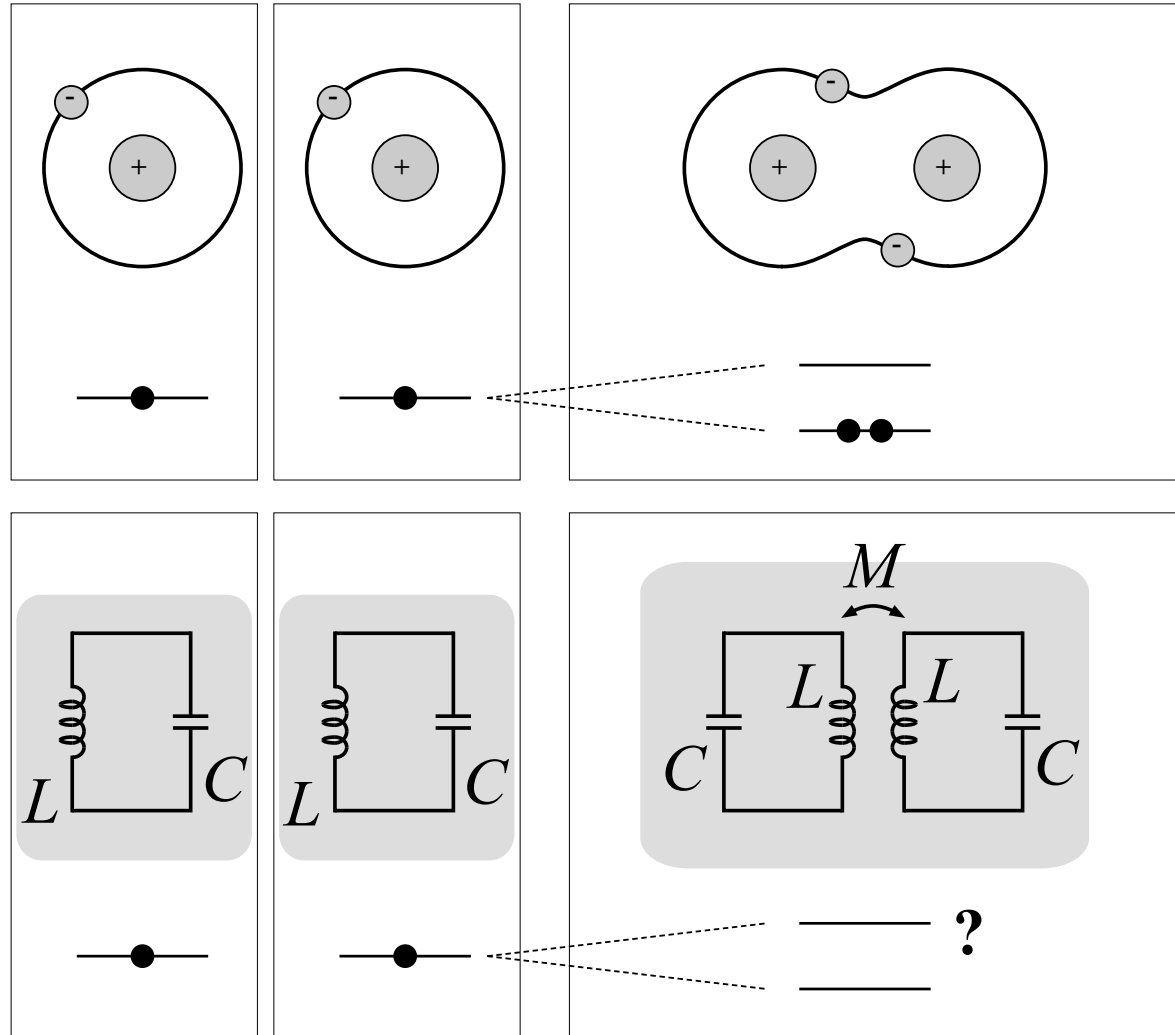
(b) 伝送線路とトランズモンキュービット



# 電気回路と力学アナロジー



# LC回路（共振器）と人工原子

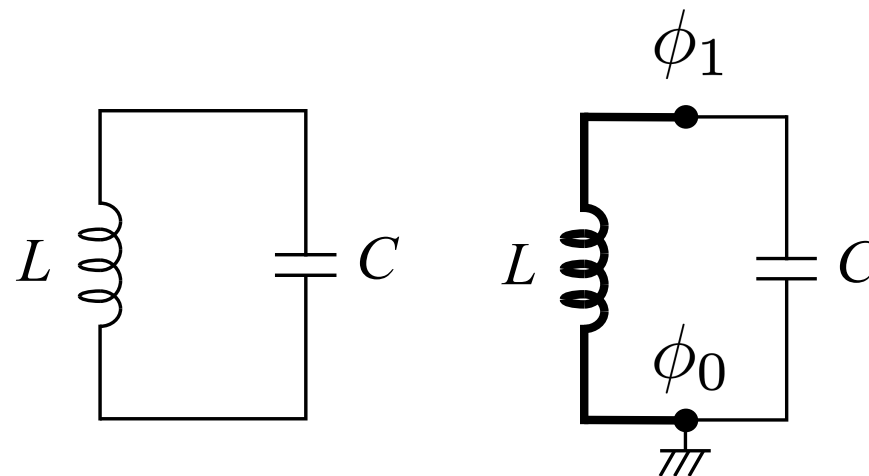


# 簡単な例題：LC共振器の量子化(1/2：回路の古典力学)

節点方程式

$$C(\ddot{\phi}_1 - \ddot{\phi}_0) + \frac{1}{L}(\phi_1 - \phi_0) = 0$$

$$C\ddot{\phi} + \frac{\phi}{L} = 0 \quad \begin{array}{l} \phi_0 \equiv 0 \\ \phi := \phi_1 \end{array}$$



回路のラグランジアン

$$\mathcal{L}(\phi, \dot{\phi}) = \frac{C}{2}\dot{\phi}^2 - \frac{\phi^2}{L}$$

一般化運動量 →

$$q = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\phi}}$$

ルジャンドル変換

回路のハミルトニアン

$$\mathcal{H}(\phi, q) = q\dot{\phi} - \mathcal{L}(\phi, \dot{\phi}) = \frac{q^2}{2C} + \frac{\phi^2}{2L}$$

回路の運動方程式 (ハミルトン方程式)

$$\dot{\phi} = \frac{\partial \mathcal{H}(\phi, q)}{\partial q} = \frac{q}{C}, \quad \dot{q} = -\frac{\partial \mathcal{H}(\phi, q)}{\partial \phi} = -\frac{\phi}{L}$$

# 簡単な例題：LC共振器の量子化(2/2：回路の量子化)

物理量を演算子へ

$$(\phi, q) \rightarrow (\hat{\phi}, \hat{q}) \quad [\hat{\phi}, \hat{q}] = i\hbar$$

交換関係

回路のハミルトニアン演算子

$$\hat{\mathcal{H}}(\hat{\phi}, \hat{q}) = \frac{\hat{q}^2}{2C} + \frac{\hat{\phi}^2}{2L} = \hbar\omega \left( \hat{a}^\dagger \hat{a} + \frac{1}{2} \right)$$

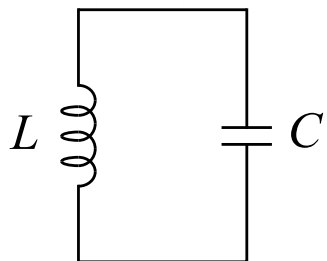
消滅演算子と生成演算子の定義

$$\begin{pmatrix} \hat{a} \\ \hat{a}^\dagger \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2\hbar\omega C}} \begin{pmatrix} \omega C & i \\ \omega C & -i \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \hat{\phi} \\ \hat{q} \end{pmatrix}$$

$$\omega = 1/\sqrt{LC}$$

交換関係

$$[\hat{a}, \hat{a}^\dagger] = 1$$



回路の波動関数

$$\psi(\phi, t)$$

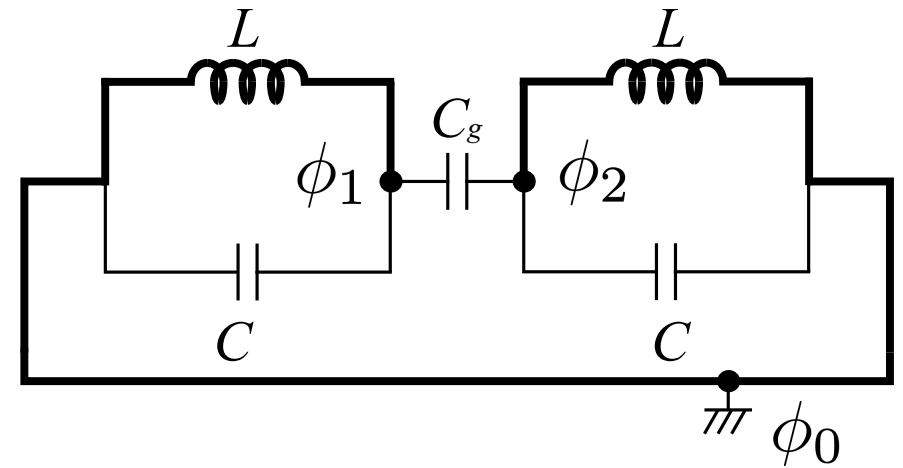
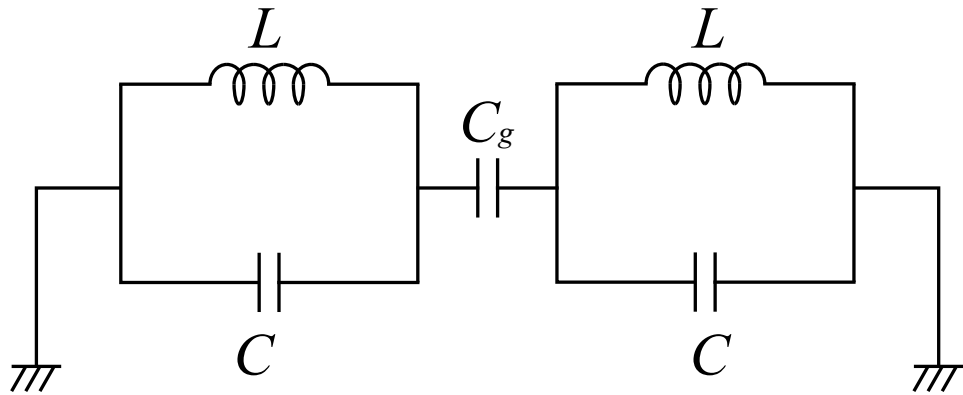
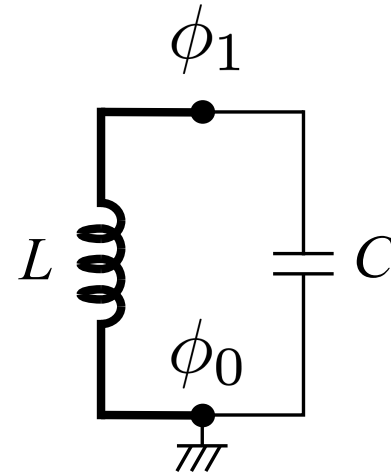
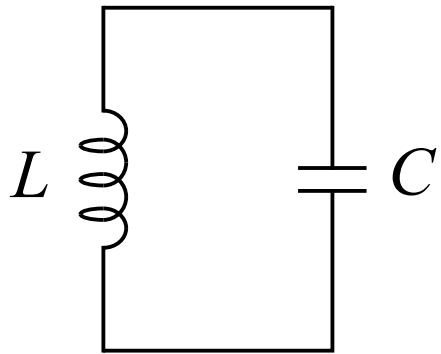
$$\hat{\phi} = \phi, \quad \hat{q} = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi} \quad \rightarrow \downarrow$$

$$\hat{\mathcal{H}} \left( \phi, -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi} \right) = -\frac{\hbar^2}{2C} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} + \frac{\phi^2}{2L}$$

回路のシュレディンガー方程式

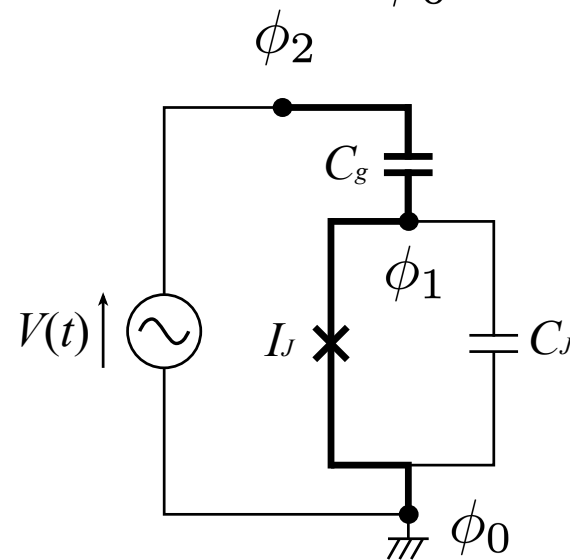
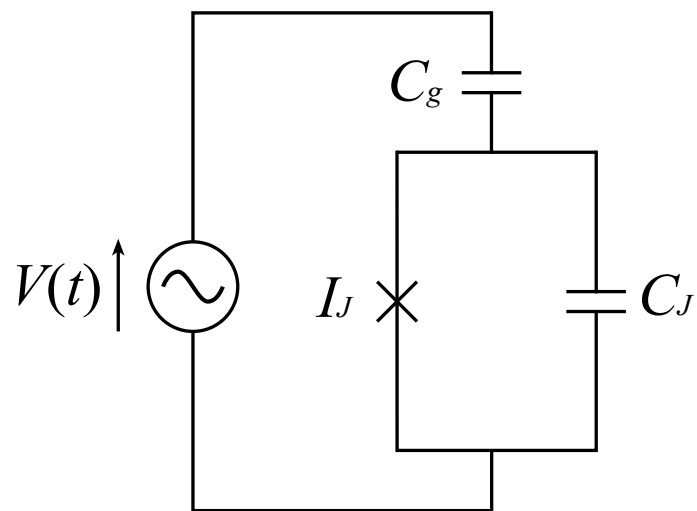
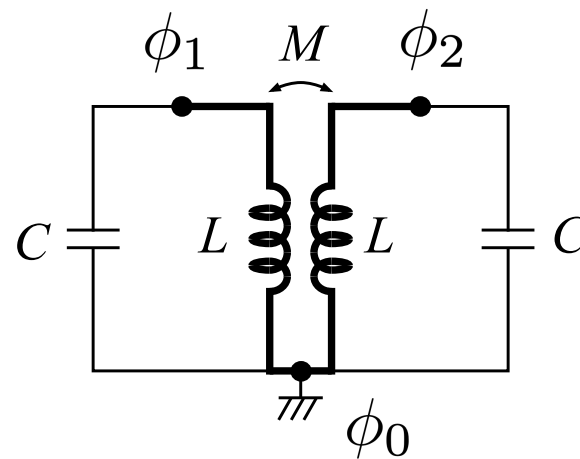
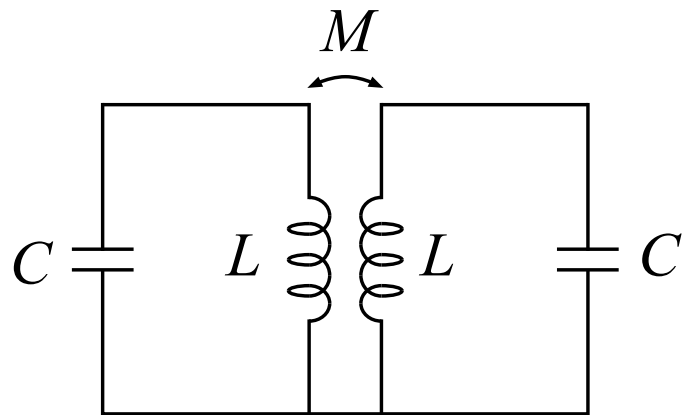
$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(\phi, t) = \hat{\mathcal{H}} \left( \phi, -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi} \right) \psi(\phi, t)$$

# 電気回路の量子化(演習1/3)

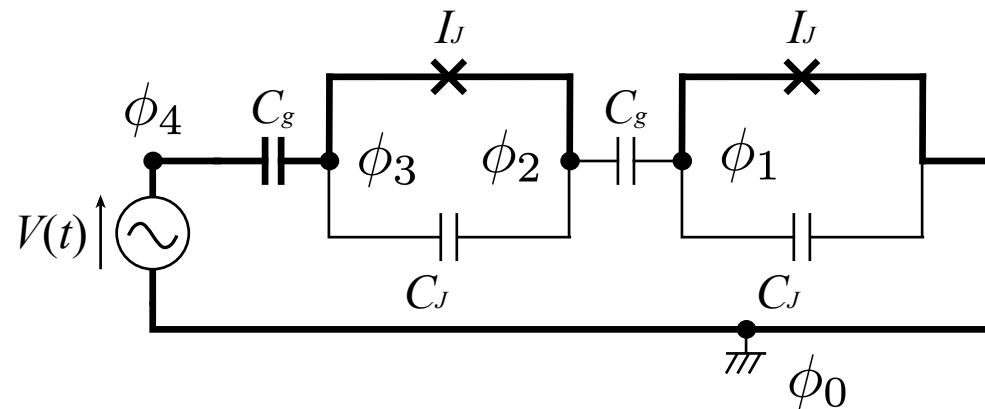
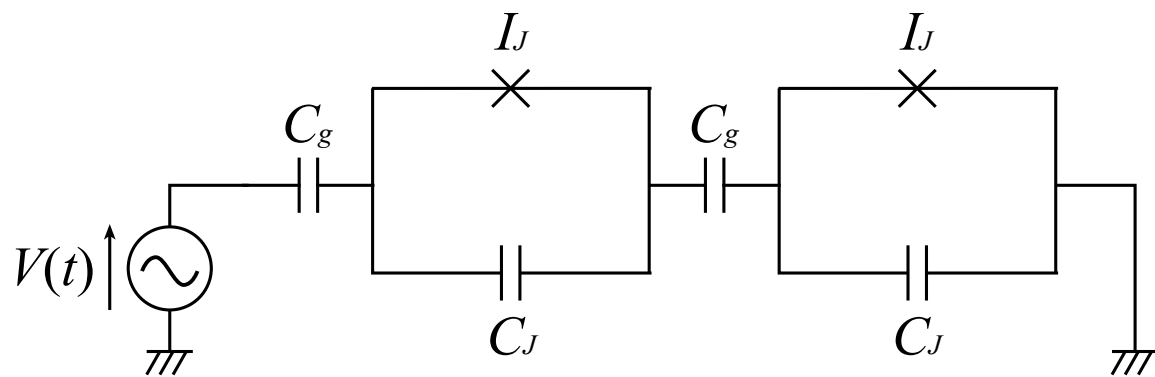
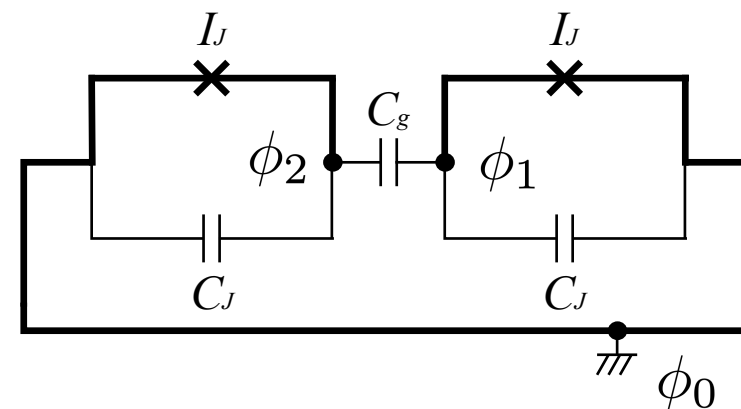
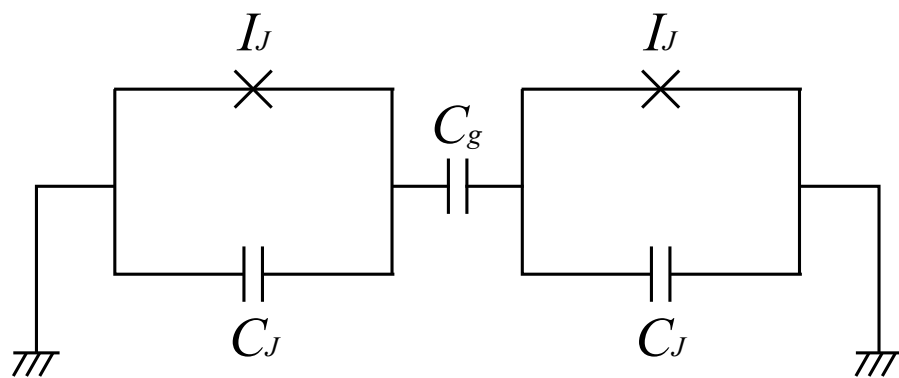




# 電気回路の量子化(演習2/3)



# 電気回路の量子化(演習3/3)



## 参考文献

- Juan Jose Garcia Ripoll, “Quantum information & Quantum Optics with Superconducting Circuits,” Cambridge Univ. Press. 2022.
- Devoret, M. H. 1995: Quantum fluctuations in electrical circuits. Les Houches, Session LXIII, 351-386.