#### 2020 年度 修士論文

# 超伝導準集中定数回路を用いた 高強度結合素子の作成

2020年11月21日

東京理科大学大学院 理学研究科物理学専攻 蔡研究室 (学籍番号 1219537)

宮永 崇史

東京理科大学大学院 理学研究科物理学専攻

### 第1章

## sssszs 序論

2 llsssss この章で従来の [1] 量子アニーリング手法について簡便に解説したのち、今福さんによる新手法の意義、方法について述べる。

#### 1.1 アニーリング量子計算 sss

基底状態探索として近年量子アニーリングという手法がよく使われている。この計算手法は駆動ハミルトニアンを V と定義したときに系のハミルトニアンを

$$\hat{H}(t) = s(t)\hat{H} + (1 - s(t))\hat{V} \tag{1.1}$$

と定義する。初期状態は t=0 で s(t)=0、  $t=t_f$  で  $s(t_f)=1$  であることに注意する。量子力学の 断熱定理によれば系の初期状態を初期ハミルトニアン V で用意すれば逐次的にハミルトニ V で動させることで V ではハミルトニアン V において基底状態を実現することができるという ものである。

上式によればエネルギー gap が小さければ小さいほ

### 第2章

## **Appendix**

ここで dl は、卒業論 s 文 sssssss 本旨に j は記載 eee しなかった計算の類をまとめておく。

### .1 Appendix

ここでは、Hamiltonian の変換を行う。

$$\hat{\mathcal{H}} = \hbar \left( \hat{a}^{\dagger} \ \hat{b}^{\dagger} \right) \left( \begin{array}{cc} \tilde{\omega}_{a} & g(\Phi) \\ g(\Phi) & \hat{\omega}_{b} \end{array} \right) \left( \begin{array}{c} \hat{a} \\ \hat{b} \end{array} \right) \tag{1}$$

$$= \hbar \hat{\omega}_a \hat{a}^{\dagger} \hat{a} + \hbar \hat{\omega}_b \hat{b}^{\dagger} \hat{b} + \hbar g(\Phi) \left( \hat{a}^{\dagger} \hat{b} + \hat{a} \vec{b}^{\dagger} \right)$$
 (2)

$$\hat{c}_{\pm} = \frac{\hat{a} \pm \hat{b}}{\sqrt{2}} \quad \hat{c}_{+}^{\dagger} = \frac{\hat{a}^{\dagger} \pm \hat{b}^{\dagger}}{\sqrt{2}} \tag{3}$$

$$\hat{a}^{\dagger} = \frac{\hat{c}_{+}^{\dagger} + \hat{c}_{-}^{\dagger}}{\sqrt{2}} \quad \hat{b} = \frac{\hat{c}_{+}^{\dagger} - \hat{c}_{-}^{\dagger}}{\sqrt{2}} \tag{4}$$

$$\hat{a} = \frac{\hat{c}_{+} + \hat{c}}{\sqrt{2}} \quad \hat{b} = \frac{\hat{c}_{+} - \hat{c}_{-}}{\sqrt{2}} \tag{5}$$

$$\hat{a}^{\dagger}\hat{a} = \frac{1}{2} \left( \hat{c}_{+}^{\dagger} + \hat{c}_{-}^{\dagger} \right) \left( \hat{c}_{t} + \hat{c}_{-} \right) \quad \hat{a}^{\dagger}\hat{b} = \frac{1}{2} \left( \hat{c}_{t}^{\dagger} + \hat{c}_{-}^{\dagger} \right) \left( \hat{c}_{+} - \hat{c}_{-} \right)$$
 (6)

$$\hat{b}\hat{b} = \frac{1}{2} \left( \hat{c}_t + \hat{c}_-^+ \right) \left( \hat{c}_+ - \hat{c}_- \right) \quad \hat{a}\hat{b}^\dagger - \frac{1}{2} \left( \hat{c}_t + \hat{c}_- \right) \left( \hat{c}_t^+ - \hat{c}_-^+ \right) \tag{7}$$

$$\hat{a}^{\dagger}\hat{a} = \frac{1}{2} \left[ \hat{c}_t^+ \hat{c}_+ + \hat{c}_t^+ \hat{c}_+ \hat{c}_-^+ \hat{c}_t + \hat{c}_-^+ \hat{c}_- \right]$$
 (8)

$$\hat{b}^{\dagger}\hat{b} = \frac{1}{2} \left[ \hat{c}_t^* \hat{c}_t - \hat{c}_t^n \hat{c} - \hat{c}_-^+ \hat{c}_t + \hat{c}_-^+ \hat{c}_- \right]$$
(9)

第 2 章 Appendix 3

$$\hat{a}^{\dagger}\hat{b} = \frac{1}{2} \left[ \dot{c} + \hat{c}_t - \hat{c}_t \hat{c}_- + \hat{c}_-^{\dagger} \hat{c}_t - \hat{c}'_- \hat{c}_- \right]$$
 (10)

$$\hat{a}\hat{b}^{\dagger} = \frac{1}{2} \left[ \hat{c}_{+}\hat{c}_{+}^{4} - \hat{c}_{+}\hat{c} \pm \hat{c} \pm \hat{c} - \hat{c}_{+}^{2} - \hat{c} - \hat{c}_{-} \right]$$
(11)

$$\hat{H} = \frac{\hbar}{2} \hat{w}_a \left[ \hat{c}_t^+ \hat{c}_+ + \hat{c}_t^+ \hat{c}_+ + \hat{c}_-^+ \hat{c}_t + \hat{c}_-^+ \hat{c}_- \right]$$
(12)

$$+\frac{\hbar}{2}\hat{\omega}_b \left[ \hat{c}_+^{\dagger} \hat{c}_+ - \hat{c}_+^{\dagger} \hat{c}_- - \hat{c}_-^{\dagger} \hat{c}_+ + \hat{c}_-^{\dagger} \hat{c}_- \right]$$
 (13)

$$+\frac{\hbar}{2}g\left[2\hat{c}+\hat{c}_{+}-2\hat{c}_{-}\hat{c}\right] \tag{14}$$

$$\hat{H} = \frac{\hbar}{2} \left( \hat{\omega}_a + \hat{\omega}_b + 2g(\Phi) \right) \hat{c}_t^+ \hat{c}_+ + \frac{\hbar}{2} \left( \hat{w}a + \hat{w}_b - 2g(\Phi) \right) \hat{c}_-^+ \hat{c}_-$$
 (15)

$$+\frac{\hbar}{2}A(\hat{w}_a - \hat{w}_b)(\hat{c}_t + \hat{c}_- + \hat{c}_+\hat{c}_-)$$
 (16)

$$\omega_a + \bar{c}_b + 2g(\Phi) = \Omega + \tag{17}$$

$$\omega_a + \bar{c}_b - 2g(\Phi) = \Omega - \tag{18}$$

$$\hat{\omega}_a - \hat{w}_b = \Delta \tag{19}$$

$$\hat{H} = \frac{\hbar}{2}\Omega + \hat{c} + \hat{c} + \frac{\hbar}{2}\Omega - \hat{c} \pm \hat{c} + \frac{\hbar}{2}\Delta \left(\hat{c} + \hat{c} + \hat{c}_{+}\hat{c}_{-}^{+}\right)$$
(20)

$$-\frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \hat{c}_{+} & \hat{c} \pm \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Omega_{1} & \Delta \\ 2 & \Omega_{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \hat{c}_{+} \\ \hat{c}_{-} \end{pmatrix}$$
 (21)

### .2 結合素子の諸々計算

dc-SQUID のインダクタンスは

$$L_s(\Phi) = \frac{\Phi_0}{4\pi I_c |\cos(\phi_-^{min}(\Phi_{ext}))|}$$
 (22)

と記述することができる。

$$\Phi = \Phi_{ext} + L_{loop} \tag{23}$$

$$\beta_{dc} = \frac{2\pi L_{loop} I_c}{\Phi_0} \tag{24}$$

とすると。

## 参考文献

[1] Y. Nakamura, Y. A. Pashkin, and J. Tsai, "Coherent control of macroscopic quantum states in a single-cooper-pair box", nature **398**, 786 (1999).