Design of Demountable Damped Cavity

Taro Konomi^{#,A)}, Kenji Saito^{A)}, Fumio Furuta^{B)}

^{A)} The Graduate University for Advanced Studies. , 1-1 Oho, Tsukuba, Ibaraki, 305-0801

^{B)} KEK, High Energy Accelerator Research Organization, 1-1 Oho, Tsukuba, Ibaraki, 305-0801

Abstract

We have designed Demountable Damped Cavity (DDC) as an ILC R&D. DDC has three design features. One is the axial symmetric RF design, which can reduce the beam kick effect. Second is the coaxial waveguide structure for strongly coupled out HOMs. The last one is demountable structure, which makes end group cleaning easy to suppress the Q-slope problem at a high field, and also could bring cost reduction in cavity fabrication. There are many limitations with high gradient field. The multipacting (MP) is the one of the reasons. We have simulated MP on the DDC with CST-Studio and found it had could be not serious

Demountable Damped Cavity の設計

1. はじめに

我々は 1.3GHz 超伝導 ILC Main Linac の R&D と して Demountable Damped Cavity (DDC)を開発してい る。DDC は 3 つの特徴を持った HOM Damped Cavity である。1 つ目は軸対称構造により HOM Coupler 自身による Beam Kick Effect が生じないよ うに工夫したことである。2 つ目は Beam Pipe に内 導体を挿入して同軸管形状にしていることである。 これにより空洞とのカップリング効率が高まり HOM を引き出しやすくなる。3 つ目は End Group を Zero Impedance の MO Flange^[1]を用いて分離できる 構造にしていることである。これにより、これまで 洗浄が困難であった HOM Coupler を洗浄しやすく する。

図1に9Cell 空洞の要素試験として Ichiro End Cell をベースに設計した DDC を示す^[2]。本論文では超 伝導空洞の高電界化を阻む要因の一つである Multipacting(MP)について CST-Studio^[3]を用いシミュ レーションを行い、DDC での MP 発生電界を計算 したので主にこれについて報告する。



図 1: Ichiro End Cell をベースとした DDC

2. DDC の RF 設計

DDC では、HOM は同軸管を通り Absorber まで伝播し吸収される。一方、加速モードは λ/4 波長の Choke により反射されて Absorber に伝播できない構

[#]konomi@post.kek.jp

造となっている。



図 2: S21 測定に用いた DDC と SCC のモデル構造



図 3: DDC(赤実線)と SCC(青点線)の S21

図 2 のように Choke を持つ DDC と、持たない Simple Coaxial Cavity (SCC)についてネットワークア ナライザーを用いて透過電力 S21 を測定した。測定 は ID60 の Beam Pipe 側に Input アンテナを付け、 ID80 の Beam pipe 側の同軸管の内導体と外導体の間 に Pick up アンテナを付け行った。図 3 は周波数と S21 の関係を示している。SCC では電子加速に用い る TM010 モード(加速モード)の共振が見えるのに対 し、DDC は加速モードの共振が見えない。このこ とから Choke の RF 設計に問題がないことを確認し た。なお、図 3 の中に示した Cavity Mode、Choke Mode 、Coaxial Mode とは主に電磁場が空洞内のど こに強く立っているか示している。

3. Multipacting Simulation

DDC は End Group の高電界化を達成するために設計している。Multipacting (MP)は超伝導空洞の電界を制限する要因の一つである。我々は CST-Studioを用い Ichiro Single Cell と DDC で MP をシミュレーションした。

3.1 MP のシミュレーション方法

我々はまず、RF 場の計算を行い、次に壁面から 飛び出す初期粒子の数と、そのエネルギーを設定し た。さらに、壁面の 2 次電子放出率(SEY)の設定を 行い、粒子のトレースを行うという手順をとった。 CST-Studio では SEY を Furman モデル^[4]に基づいて 設定し、MP(計算では空洞内に存在する電子)は図 4 に示す 3 つのメカニズムによって起こるとする。1) 入射電子により励起されて放出された電子: True Secondary Electron Emission (True SEE)、2)非弾性散 乱を繰り返してエネルギーを失った入射電子: Rediffused Electron Emission (Rediffused SEE)、3)弾性 散乱により反射された入射電子: Elastic Scattered Electron (Elastic SEE)である。各々の SEY られる。



図4:各2次電子放出モデルの概念図

$$\delta_{Ture}(E_{Inital}) = \frac{\delta_{ts,\max}\left(s\frac{E_{Inital}}{E_{ts}}\right)}{s-1+\left(E_{Inital}/E_{ts}\right)^{s}}$$
(1)

$$\delta_{\rm Rd} \left(E_{\rm Initial} \right) = P_{\rm rd,inf} \left\{ 1 - \exp\left(-\left(\frac{E_{\rm Initial}}{E_{\rm rd}}\right) \right) \right\}$$

$$\delta_{El}(E_{Inital}) = P_{el,inf} + (P_{el} - P_{el,inf})$$
(3)

$$\times \exp\left(-\frac{|E_{initial} - E_{el}|^{p}}{pW^{p}}\right)$$

これら3つのモデルに基づき入射電子に対する放 出電子の割合が決定される。例えば図5のように SEYを $\delta_{ts,max}$ =1.5, $P_{rd,inf}$ =0.3, $P_{el,inf}$ =0.02 と設定し、エ ネルギー500eVの初期電子を N_{pr} =1521 個入射した 場合、壁面から放出される電子のエネルギー分布は 図6のようになる。放出された二次電子数 N_s は

$$\frac{1}{N_s} = N_{pr}(O_{True}(E_{hitial}) + O_{rd}(E_{hitial}) + O_{El}(E_{hitial})) = \delta_{Tatal}(E_{hitial})$$
(4)

$$N_s = 1321 \times 1.02 = 2708$$
 (3)
となり、図 6 に示した二次電子数の合計 2717 個と

ほぼ同数となることとが分かる。これが CST-Studio の設定条件と実際の挙動である。



図6:図5に対する2次電子のエネルギー分布

3.2 Ichiro Single Cell \geq DDC \mathcal{O} MP

図7に示す RF パラメータを持つ Ichiro Single Cell (IS)と DDC について、IS は空洞赤道部、DDC は Choke 部について MP シミュレーションを行った。 シミュレーションに用いた SEY の設定は $\delta_{ts,max}=2$, Prd,inf=0.3, Pel,inf=0 であり、図8に示す。

| RF Parameter | IS | DDC |
|---------------------------------------|-------|-------|
| Geometry | | |
| Geometrical factor[Ohm] | 281.8 | 282.4 |
| R/Q[Ohm] | 138.6 | 127.2 |
| Ep/Eacc | 2.07 | 2.17 |
| Hp/Eacc[Oe/(MV/m)] | 35.6 | 37.5 |
| Max Eacc (critical field 1900[Oe]) | 53.4 | 50.6 |

図 7: IS と DDC の RE parameter 比較

シミュレーションでは時間と電子数の関係が得られる。例として IS 形状で加速電界 27.5MV/m の場合を図9に示す。我々はこれを

$$P = A \exp(B \cdot t) \tag{4}$$

で Fitting することによりパラメータ A と B を得る。 パラメータ A を初期粒子数で割ることで、初期粒 子の内 MP に発展する割合を示し、これを Counter Function (CF)と呼ぶ。また、パラメータ B は粒子の 増 倍 率 に 関 係 し て お り 、 こ れ を Enhanced

Function(EF)と呼ぶ。



図 8: MP シミュレーションに用いた SEY



図9:時間と粒子数の関係の例

IS の Cavity 部分と DDC の Choke 部分で MP シ ミュレーションを行い、CF と EF を求めた結果を示 すと、図 10、11 である。IS と DDC の MP 発生電界 での電子軌道を図 12 に示す。

文献[5]では IS 空洞で MP の発生する領域につい て実験結果が報告されており、18~26MV/m の加速 電界で発生する。シミュレーションでは 18MV/m~ 50MV/m 以上の広い範囲にわたり発生している。実 験で 26MV/m 以上で MP が観測されないのは、MP プロセスが進むとニオブ表面がクリーニングされ、 SEY が下がりプロセスアウトするためと考えられて いる。一方、シミュレーションではそのことが考慮 されておらず、最悪のケースである。MP が 18MV/m から発生するということは実験とシミュ レーション両方で合致している。

DDC の Choke 部では 12、19、34MV/m を中心と した 3 つの領域で MP が発生する。ここで、EF に ついて空洞部と比較すると Choke の方が小さいこと が分かる。

また、空洞の MP は実験ではプロセスアウトでき ることから、DDC の Choke で生じる MP もプロセ スアウトできると期待される。我々は、DDC では 50MV/m の高電界まで、深刻な MP 制限は起きない だろうと結論できる。

4. まとめ

我々は DDC 空洞の設計を進めている。モデル空

洞を用いて、加速モードが Choke により反射され HOM 吸収体設置位置にまで伝搬しないことを確認 した。また、MP シミュレーションを行い、Choke に生じる MP はそれほど深刻でないだろうとの検知 を得た。



 \boxtimes 10 : IS \succeq DDC \oslash Counter Function



図 11: IS と DDC の Enhanced Function





(b) Choke (DDC)

図 12: 共鳴粒子の軌道

(a) Cavity (IS)

参考文献

- [1] K. Saito et al., in this proceeding, THPS062
- [2] T. Konomi et al., Proc. of the IPAC 10, WEPE014
- [3] http://www.cst.com/
- [4] M. A. Furman et al., Phys. Rev. ST. AB., 5.124404 (2002)
- [5] F. Furuta et al., Proc of the SRF 2007, TUP10