特別企画 🛛 放射光源シリーズ(6)

高周波加速

伊澤正陽 KEK-PF 〒305-0801 茨城県つくば市大穂 1-1 E-mail: masaaki.izawa@kek.jp

高周波加速は,大電力高周波源(クライストロン等), 立体回路(導波管,サーキュレーター等),低電力回路 (高周波の位相,振幅を制御する),それに加速空洞からな る(Fig. 1)。大電力源で増幅した高周波の電磁波(50 MHz~1.5 GHz 程度,電力は数 kWから MW 程度)を加 速空洞に投入し、加速空洞で強い電場を発生させ、それに よって電子を加速する。空洞内の電磁場は交流電磁場にな るが、その位相、振幅は精度良く制御される必要がある。 高周波加速は,周回する電子を加速するのが仕事である が、言葉から想像されるような電子の速度を加速するとい うのとは様子が違う。これは放射光リングでは電子は既に 相対論的速度すなわち光の速度にほぼ達していて、エネル ギーが変わっても速度がほとんど変わらないという事情に よる。加速というよりは周回する電子のエネルギーを補給 するという方が実感として分かりやすい。周回する電子は 放射光を放出することによってエネルギーを一部失うので その分を補うということである。放射光を放出することで 失うエネルギーのことを radiation loss というが, 大部分 は偏向電磁石で発生する。挿入光源でも radiation loss は 生じるが、超伝導のウィグラーでも無い限り、無視はでき ないがそれほど大きくは無い。高周波加速が補給しなけれ ばならないエネルギーは radiation loss (keV) に蓄積電流 値(mA)をそのまま掛けると電力(W)で得られる。例 えば PF の場合は偏向電磁石の radiation loss は400 keV



Figure 1. rf accelerating system. High voltage power supply for klystron and low level control circuit, which are not shown here, are very important for the system.

なので蓄積電流450 mA の場合は180 kW となる。偏向電 磁石による radiation loss は電子のエネルギーの4乗に比 例する。高エネルギーになるほど補給しなければならない エネルギーは非常に大きくなる。

高周波加速のもう一つの大事な仕事は電子をバンチ内に 閉じ込めることである。横方向(水平,垂直方向)に電子 を収束させるのは四極電磁石であるが、縦方向(バンチの 進行方向)に閉じ込めるのは加速空洞である。ではどのよ うにして、電子にエネルギーを補給し、かつバンチ内に閉 じ込めるのかということになるが、これを正確に書こうと すると beam loading というやや面倒な話を説明しなけれ ばならなくなるので、ここでは位相安定性とエネルギー収 支について述べることにする。まず電子にエネルギーを与 えるには電子に電場(もちろん正しい向きの)を感じさせ れば良い。加速空洞は電子軌道付近にできるだけ強い電場 が生じるように設計されたものである。Fig. 2 にその断 面の1例を示すが、金属でできた中空の箱のようなもの である。この箱の中に高周波の電磁波を送り込んで箱が持 つ共鳴モードに共振させる。これによって、箱の中に強い 電磁場の定在波が立つことになる。共振するからには、箱 の共鳴モードと送り込む電磁波の周波数が一致しなければ ならないし、中心軌道付近に強い電場をもつようなモード を選ばなければならない。中空円筒のTM010モードが都 合の良い電場を作るので,ほとんどの場合このモードが加 速モードとして使われる。そのためほとんどの空洞は基本 的に円筒型となる。空洞の大きさは加速モードの周波数で 決まるので、常識的な大きさにしようと思えば周波数は数 百 MHz から1.5 GHz くらいということになる。500 MHz



Figure 2. Cross sectional view of a cavity.

The nose cone, which helps to concentrate the electric field in the region of the beam, and the spherical shape, which minimizes losses at the cavity surfaces, are the characteristic features of standing-wave accelerating structure.

だと波長が60 cm だから,外形はその程度のものになる。 その他、なるべく中心軌道付近に強い電場が生じるように とか、電子が通過する間にできるだけ仕事をするように (交流電磁場なので電子が空洞を通過中に少なくとも電場 の向きが反転してはいけない)というようなことを考慮す ると図のような形状に行き着くことになる。空洞の性能を 評価するには空洞のシャントインピーダンス Rsh という オームの dimension を持った量を使う。Rsh は、 $Pc = V^2/$ Rsh と定義される。ここで Pc は空洞内面で消費される電 力である。共振している空洞内面上には非常に強い高周波 電流が流れるので、表皮抵抗によって発熱する。その消費 電力のことである。Vは電子の軌道上,空洞の入り口か ら出口まで電場を積分したもので電圧である。電場は時間 と共に変わり(交流電場だから)位置によっても変わる。 電子と共に動く座標系で電場を入り口から出口まで積分す るという方が説明としては正しい。Rsh が大きければ,そ れだけ少ない電力でギャップ間(入り口と出口の間)に電 圧を発生させることができるということになる。

さて、このように空洞のギャップに電圧を発生させるこ とができたとする。この電圧は時間についてプロットする とFig. 3のようになるであろう。電子が1周で失うエネ ルギーすなわち radiation loss U を Fig. 3 に示す程度とす ると、周回毎に失ったエネルギーだけ補給するにはちょう ど1周してきた時に、電圧が図のAまたはBの位相にな っていれば良い。放射光リングの場合はBの位相の時に 空洞に戻って来ないと回りつづけられない。エネルギーが 少しだけ高くなってしまった電子は軌道の少し外周側を回 り、一方、電子の速度はほとんど光速のまま変わらないの で1周するのに余計に時間がかかる。そのためBの位相 の位置より遅れてCの位相の時に戻ってくる。そうする と必要十分な電圧よりもやや足りない電圧を感じることに なるので、少し減速される。反対にエネルギーがやや低く なった電子は早く戻ってくるので, Dの位相の電圧を経 験する。つまり余計に加速される。空洞のところで1周 してくる電子を見ているとBの位相の前後を行ったり来 たりすることになるだろう。一方, A の位相では行った り来たりすることは出来ず、駆け上がるか転がり落ちるか のどちらかになる。こうしてBの位相のまわりで安定に 周回を続けられることになるのだがこれが位相安定性であ る。行ったり来たりする縦方向の振動はシンクロトロン振 動と呼ばれる。またこの仕組みがあるので電子の集団はバ ンチにならざるを得ない。入射器から時間的に十分長い幅 (例えば, Fig. 3の1周期以上)の電子の集団がやって来 ても, A の位相付近で空洞に到達したものは生き残れず, Bの位相の付近(通常はかなり広い範囲になる)に来たも のだけが生き残ってバンチを形成する。シンクロトロン振 動の振幅がバンチの長さに相当することになる。この解説

のシリーズのどこかでビームダイナミクスについて解説が

あると思うので、詳しくは述べないが、シンクロトロン振

vvvcc

Figure 3. Phase stability. Points $A \sim D$ show the change in the accelerating voltage per turn for an electron which is delayed by small time per turn.

動を減衰させるメカニズムと増長させるメカニズムの双方 が存在するのでその平衡状態でバンチの長さが決まる。

空洞に電磁波を導入(空洞にパワーを入れるという)し た時にギャップに発生する電場は単純であるが、蓄積ビー ムが存在する時は、些か複雑で簡単ではない。しかし、空 洞に入れる全電力は、前述したビームに補給しなければな らない電力と空洞内面で消費される電力それに空洞から反 射される若干の電力の和に等しいというエネルギー収支は いつでも成り立つ。Steady-state には空洞のギャップに発 生する電圧については投入した全電力からビームに補給さ れる分と反射された電力を差し引いた残りの電力が空洞壁 で消費され、その電力に相当する電圧が発生していると考 えればよいだろう。シンクロトロン振動の安定領域を大き くするにはこの電圧を十分高くしなければならない。PF リングでは四台の空洞を用いているが、ピーク電圧は1.7 MVで,このときのPcは空洞1台当たり約30kWであ る。また,この電圧はビームの寿命 (quantum life time) を決める。

以上は高周波加速に関する基礎的な部分であるが,加速 空洞は加速モード以外にも無限の数の高次モードを持って いる。これらの高次モードの中でビームと相互作用するも のが少なからず存在する。この相互作用は結果としてビー ム不安定を引き起こすので極めて有害である。高周波加速 の担当者は否応無くこの対策に取り組むことになる。十数 年前から,高次モードを damp した空洞(damped cavity) の開発が精力的に行われ既に実現している。KEK におい ても,KEKB, ATF, PF 各リング独自の damped cavity が開発され実用に供されている。

さて、シャントインピーダンスという抵抗に相当する量 について述べたが、もちろんこの抵抗はギャップのところ に鎮座しているわけではない。しかしながら、パワーを入 れていない空洞に蓄積ビームを通すと、オームの式に従っ て電流値とシャントインピーダンスの積に相当する電圧が 発生する。シャントインピーダンスは MΩのオーダーな のでこの電力は決して小さくはない。リングに設置した空 洞を使用しない時には加速モードの周波数を十分ずらして おかなければならない。シャントインピーダンスは目に見 えないが、頭を交流回路に切り替えて、目を凝らすと見え るものもある。Fig. 2 で空洞の外形を示す線を針金だと 思ってそれを軌道中心軸の周りに360度回転させれば空洞 になる。針金は必ずインダクタンスLを持つから1ター ンのコイルをぐるりと回したものが空洞だと思えば,空洞 はL成分持っているということが分かるし,ギャップの 部分は対向する金属の間に電場が集中しているのだからコ ンデンサーにも見えるだろう。実際空洞はLCRの並列共 振回路とみなして解析できる。前に蓄積ビームが存在する と複雑だと述べたが,このLCRの所為である。身近なと ころでは,ケーブルと測定器のインピーダンスの整合を取 らないと速い信号の解析がうまく出来ないということを経 験するが,空洞の場合,空洞の共振モードと蓄積ビームと 導波管から放り込む電磁波の間の整合を取るということは 本質的に重要である。これがうまく行かないと加速が出来 ないばかりか扱う電力が常識的ではないので、金属の塊に もかかわらず「壊れる」、「熔ける」、「飛び散る」という事 態になる。それ故位相や振幅を制御する低電力回路は非常 に重要で、PFでは退官された小早川先生が最初に構築さ れたのだが、日本で PF 以降に建設された電子リングの制 御回路の原型となっている。PF 光源棟地下に並んでいる ラックをみると筆者は畏敬の念を禁じ得ない。

さて、空洞に限らず、ビームダクト等には凸凹が必ずあ ってそれらは上で述べたように少なからずLやC成分が あるから、電流すなわち蓄積ビームとは必ず相互作用を持 つことになる。空洞の高次モードやダクトのインピーダン スに関わるビーム不安定等については次回の担当者にお願 いすることにしたい。