SEPARATED FUNCTION TYPE RFQ ELECTRODE

S. Arai

Institute for Nuclear Study, University of Tokyo Midori-cho 3-2-1, Tanashi-shi, Tokyo 188, Japan

Abstract

New RFQ electrode is proposed which is favorable to accelerate the beam in higher energy region than that covered by conventional RFQ linac. This electrode can take the place of drift tube which is used in Wideroe and Alvarez linacs, because the feature of this electrode is very similar to drift tube containing the quadrupole magnet and the functions of accelerating and focusing are separated.

§1 はじめに

今までの RFQ Linac で使用されてきた電極によって作られる電場は、加速電場と四 極電場からなり、電極の形状、配列に応じて、周期的にそれぞれお互いに関係しながら変 化していて、言わば今までの RFQ は加速機能と収束機能が結合した combined type と言える.今までは,drift tube type linac に入謝可能な energy を得る為に高電圧の Cockcroft が使われて来たが、この様なlow energy 領域で、強い収束力が得られると同 時に、加速電極の周期長を短くすることが出来るこの type の RFQ は現在、非常に低電 圧のイオン源との組合せで、Cockcroft にとって代わりつつある。一方, 高い energy 領 域では drift tube linac の様に、加速収束機能が分離している加速器のほうが energy gain をかせげると言う点で優れているので, combined type の RFQ は drift tube type linac にとって代わることが出来ないでいる。それゆえ、もし drift tube linac に於いて, magnetic quadrupole をrfによって励起される electric quadrupole に 換えることが出来るならば、RFQ の利点と drift tube linac の利点を生かせるので、画 期的なことである. この電極を使うことによって drift tube linac が改善される点は次 の様になる。1) Linac の部品(電磁石とその電源)が減り、加速器の信頼性が高まる。 2) 部品の減少により、建設費が低くなると期待出来る。3) 電極の対抗面積が小さくな り、drift tube linac より電極電圧を上げることが期待出来る. この論文では、この様 な linac を実現する為に、加速機能と収束機能が分離している separated function type RFQ 電極を提案する.

§2 原理

加速電場と四極電場が独立に作られる様に、Fig. 1に示される様な四極電極と加速電 極からなる電極が考案された. Beam が収束力と発散力を交互に受ける、FDFD lattice の場合には、電極は one cell ごとに軸に対して90°づつ回転している. 四極電極は三つ の部分に分けられる.即ち、電圧Vが二つの電極間に掛けられたとき、 Fig.2 に示す様 に、軸上の電位が軸にそって直線的に増大する部分、Q1、と一定な部分、Q2、と更に増大 する部分、Q3、とに分けられる. Fig.2 では、z=0 とz=z5 は加速 gap の中心であ ると定義されている.四極電極で作られる三つの部分の電場は、Laplace の方程式を満足 する電位から求められる. Q1,Q3 部の電位を決めるとき、四極電極の両端の壁面にある beam hole の効果は無視されている. Q1 部の電位は軸にそって直線的に変化するという 条件と、z = z1 で U= 0, z=z2 で U=V /2 という境界条件から次式で与えられる.

$$U(x,y,z) = \frac{V}{2} \left(1 + \frac{x^2 - y^2}{a^2}\right) \frac{z - z}{z^2 - z}$$

ここで、aは四極電極の bore radius である. U = 0 の電位面を表す式と、U = V の電位面を表す式から、この部分の電極の形状が決められる。同様に、Q2,Q3 部の電位と 電極の形状が求められる。一方、四極電極を粒子が通過する時 Q1 部と Q3 部で加速また は減速を受ける。そして、k $z1 + \pi = k z3$, k $z2 + \pi = k z4$ である時、二つの場所 での energy gain の和はゼロになる。この条件が満たされる様に、四極電極が決められ るとき、加速と収束の機能はそれぞれ分離される。同時に、Q1 部と Q3 部を粒子が通過 するとき rf 電圧は小さくなっているので、Q1 部と Q3 部の粒子に対する寄与が小さく なり、電位を決めるとき無視した beam hole の効果も小さくすることが出来る。粒子は 加速 gap を通過するとき発散力を受け、四極電極の条件を適当に選ぶことによって、粒子を発散させることなく加速することが出来る。ここでは、これらの力による運動を

Hill の方程式で表し、粒子の軌道を与える変換 matrix を求め、粒子の軌道を計算した §3 軌道計算

計算の中で一番問題になる事は、粒子の乗る rf の位相によって収束力が異なるという 事である。それ故、加速の同期位相を中心にどのくらいの位相まで横方向の運動に関して も安定であるかを、調べなければならない、この目的の為に加速位相を色々変えて、beam 軌道の envelope と、収束系の強さを表す、betertron 振動のβ関数の最大値と、phase advance を求めた. normalized emittance 0.6元mm mrad を持つ, kinetic energy 0.1, 1.0, 10 MeV の proton beam が表一1 に示された RFQ electrode で加速されたときの 様子が計算された. この計算の中では、一周期に渡って kinetic energy は一定である と仮定されている. Fig.3 に、収束系一周期の beam envelope が示されている. 図に示 されている様に、加速 gap が収束電極の中心にないのは、加速の同期位相を -30°に設 定した場合、 -30°を中心に充分な巾で、効率のよい収束作用を働かせる為に加速 gap 40°前にずらした為である. 0.1 MeV の場合には、 0°から -70°までの envelope ち が斜線の中に入っている. 1.0, 10 MeV の場合には、 0°から -90°までの envelope が 斜線の中に入っている. Figs. 4 and 5 には、 β function の最大値と phase advance の accelerating phase dependence が電極電圧を 2 kV から 12 kV まで変えて示され ている.

§4 議論

計算結果は、この電極が充分使用しうるということを示した、標準的な、normalized emittance 0.6 π mm mrad を持つ beam の径は 10 kV の電極電圧を使用するなら -30° ±30°の加速 phaseで 5 mm の bore 半径より充分小さくなる。 電極電圧 10 kV は電 極の断面形状を円近似したとき、最大電場 2.4 kV /mm で、0.21 Kilpatrick' unit に 相当している。それ故 1.5 Kilpatrick まで電圧が掛けられるとすれば、charge to mass ratio 1/7 までの ion を同じ条件で加速できる。この電極の Wideroe, Alvarez への 適用例が Fig. 6 に示されている。加速gap に関しては、Wideroe の $\pi - \pi$ mode の場 合加速 gap が四極電極の為に使われ半分になる。しかし、 $\pi - 3 \pi$ mode に適用する場 合には、加速 gap が減ることはない。Alvarez に適用する場合には、特に加速 gap を 減らすことなく、四極電極を配置することが出来る。一方 tank 径に関しては、Wideroe に適用した場合、電極の容量が増大するので、径は小さくなるが、Alvarez に適用した場 合には、容量は小さくなるので逆に径は大きくなる。





-135-