GENERATION OF LOW-ENERGY PHOTON USING KURRI-LINAC

Takumi Kubota^{1,A)}, Jun-ichi Hori^{A)}, Naoya Abe^{A)}, Toshiharu Takahashi^{A)}, Kiyoshi Takami^{B)}

 A) Kyoto University Research Reactor Institute Kumatori-cho Sennan-gun Osaka 590-0494
B) Nippon Advanced Technology Co.,Ltd. Tokai-mura, Naka-gun, Ibaraki 319-1112

Abstract

Operation modes in which low-energy photon is generated have been investigated at KURRI-LINAC. The peak energy of electron is decreased to 6.8 MeV by introducing microwave into only the first (upstream) one of two accelerating tubes and by reducing an applied voltage to klystron. The flux of activating photon and neutron, which are generated through bremsstrahlung and photonuclear reaction, is evaluated using Au foil activation and a BF_3 proportional counter. Both fluxes decrease with decreasing energy of accelerated electron. Ultimately the operation in which the lowest electron is generated yields only non-activating photon. Moreover, electron is emitted faster than the standard operation to reduce high-energy component of electron beam. It is ineffective to introduce microwave into only the second accelerating tube or to shift microwave phase in the second one opposite to the first one for decreasing acceleration energy.

KURRI-LINAC用いた低エネルギー光子照射場の構築

1. はじめに

京都大学原子炉実験所電子ライナック(KURRI-LINAC)は、Lバンドの2本の加速管により、定格30 MeV (最高46 MeV)まで電子を加速することができ、現在で は、最大5 kW程度の出力で稼動している。本装置は、 電子線照射^[1]、制動放射線照射^[2]、中性子照射^[3]、コ ヒーレント放射光源^[4]等に使用されてきた。これらの研究 では20 MeV以上の高エネルギーの電子を用いるが、こ の領域のエネルギーの電子を物質に照射すると、光核 反応等により放射能を誘導することになる。光子と物質 の相互作用の研究において、誘導放射能の発生を望ま ない場合は、Co-60のようなRI線源の使用、または低エ ネルギー光子発生に最適化された加速器の使用が考え られるが、高線量線源の保守管理および利用可能な光 子線エネルギー範囲が限定されること等の短所がある。

本施設では、加速電子のエネルギーの可変化(可変 範囲の拡大)による共同利用施設としてのポテンシャル の向上を期待し、加速電子の低エネルギー化による光 核反応を起こさないエネルギー領域の電子(制動放射 線)による照射が可能となるような加速器の運転方法の 検討を実施している。

一般に、加速電子を重金属に照射することで、効率 的に制動放射線を得ることができるが、重金属は光核反 応の断面積も大きく、また反応の閾エネルギーも低い^[5] ため、中性子の発生を抑えるためには、制動放射線の エネルギーを低減する必要がある。

本稿では、加速電子のエネルギーを下げることで、制 動放射線の光核反応による中性子の発生を抑える加速 器の運転方法の検討について報告する。

2. 実験方法

加速電子のエネルギーを下げるため、以下の4点についての検討を行った。

(1)KURRI-LINACは通常2本の加速管の両方を用い て電子を加速するが、上流側または下流側の加速管の みを用いて加速を行った。(2)加速管内で電子を加速す るマイクロ波のエネルギーを低減するために、PFNの充 電電圧(クライストロンへの印加電圧)を下げて加速器の 運転を行った。(3)上流側と下流側で加速管内のマイク ロ波の位相を変えることで、上流側で加速された電子を 下流側で減速させる条件で運転を行った。(4)加速管内 にマイクロ波が充填する前に電子銃から電子を射出し、 電子が受け取るエネルギーを低減させる運転を行った。

加速電子のエネルギースペクトル測定は、2本の加速 管の下流に配置した分析マグネットを用いることで電子 の軌道を曲げ、分析マグネットに流す電流値と測定用グ ラファイトに到達する加速電子の電流値との関係より求 めた。

制動放射線の発生には厚さ計2 mmの白金板を用い、 除熱のために水冷を施した。照射場に金箔を配置し最 長3時間照射を行い、Au-198およびAu-196の γ 放射能 をGe半導体検出器で測定し、中性子束および高エネル ギー光子束を算出した。また、ガンマフラッシュの影響を 抑えるため鉛(10cm厚)で覆われたBF3比例計数管を TOFモードで測定し、この結果と金箔の放射化の結果と の比較を行った。

¹ E-mail:t_kubota@rri.kyoto-u.ac.jp

3. 結果

3.1 加速管1本のみでの運転

上流側の加速管のみにマイクロ波を投入した場合、 問題なく電子を加速することができた。しかし、上流側に マイクロ波を投入しない場合(下流側の加速管のみを用 いる場合)、上流側の加速管内で電子が発散し下流側 の加速管まで電子が到達しないため、電子を加速するこ とができなかった。以下、マイクロ波の位相を反転させる 実験以外では、上流側の加速管のみを用いて検討を 行った。

3.2 PFN充電電圧(クライストロン印加電圧)の効果

定格運転時にPFN充電電圧は27 kVであるが、この電 圧を下げることにより電子の加速エネルギーが下がること、 および問題なく安定にビームを取り出せることを確認した (図1)。充電電圧を24 kVに下げただけでは、ピークエネ ルギーは定格運転時とほとんど変わらないが、22 kVお よび20 kVまで充電電圧を下げると、電子の加速エネル ギーは有意に減少し、エネルギースペクトルもブロードに なった。充電電圧が20 kVのときには、ピークエネルギー は6.8 MeVまで減少するが、平均電流は定格の半分程 度の30 micro Aであり、十分な電流量を取り出せた(表 1)。



図1 PFN充電電圧と電子のエネルギースペクトル

表1 ピークエネルギーおよび平均電流		
充電電圧	ピークエネルギー	平均電流
(kV)	[半值幅] (MeV)	(micro A)
27	11.8 [0.80]	62
24	11.3 [0.83]	46
22	8.7 [1.65]	28
20	6.8 [2.22]	30

3.3 マイクロ波の位相変化の効果

2本の加速管を用いる定格運転(充電電圧27 kV)に おいて、ビーム電流が最大になるように調整した後、下 流側の加速管のマイクロ波の位相を変えて、電子の減 速を試みた(図2)。マイクロ波の位相を変化させることで、 電子のエネルギーが低減する効果は現れるが、20~30 MeVの間にピークを複数持つスペクトルまたはピークは 11 MeV程度まで下がるが30 MeVまでテールを持つス ペクトルを得るのみであった。





位相を反転させて運転した場合に得られるエネル ギースペクトルには高エネルギー成分を含んでいるが、 このような成分は上流側の加速管のみを定格出力で運 転した場合には現れなかった。調整の困難さを考慮する と、PFN充電電圧の下げることが低エネルギー化に大い に寄与すると言える。

位相反転による低エネルギー化を困難にする原因に ついて具体的な検討は行っていないが、マイクロ波の質 が良くないことが一因であると考えている。

3.4 電子射出タイミングの効果

加速管終端に到達するマイクロ波の振幅と電子のエ ネルギースペクトルとの関係を図3に示す。図中の振幅A は、通常運転における電子の射出タイミングのときに得 られたもので、振幅Bおよび振幅Cは電子の射出を通常 時よりもそれぞれ200 nsおよび400 ns早めたときに得られ たものである。振幅Bおよび振幅Cは、振幅Aよりも早くマ イクロ波が終端に到達したことを示す。マイクロ波の投入 タイミングは変化させていないので、電子はマイクロ波を 追い越した後、マイクロ波を放出することが分かった。

マイクロ波が加速管に充填される前に電子を射出する ことで、マイクロ波から電子へのエネルギー供給が減り、 また、電子からのマイクロ波放出によるエネルギー損失 が起こることにより、高エネルギー成分の電子が減少し、 スペクトルが軟らかくなることが分かった。





3.5 中性子および光子の測定

PFN充電電圧と白金板ターゲットから放出する中性子 束および光子束との関係を表2に示す。光核反応断面 積および中性子捕獲断面積はエネルギーに依存するが、 本稿では、それぞれ0.4(b)および97(b)として各フラックス を求めた。前述の通り、充電電圧を下げることで電子の エネルギーは減少し、それに伴い発生する光子のエネ ルギーが減少し、光核反応が起こりにくくなるため、中性 子束が減少することを確認した。充電電圧を20 kVにす ると、3時間の照射では金箔(11mg)の誘導放射能(光核 反応および中性子捕獲反応)を確認できなかった。

加速電子のピークエネルギーと平均電流当たりの TOF計数値および箔放射化法により算出した中性子束 の関係を図4に示す。PFNの充電電圧が20 kVのときは、 箔放射化法では検出限界以下となったが、充電電圧が 20 kVのときのBF3比例計数管の応答は、充電電圧が22 kVのときの3%程度であることより、充電電圧が20 kVのと きの中性子束は約30 cm⁻²s⁻¹と見積もることができる。この 程度の中性子束であれば、放射化への寄与は無視でき る。

表2 PFN充電電圧と中性子束および光子束の関係

充電電圧 (kV)	中性子束 (cm ⁻² s ⁻¹)	光子束 (cm ⁻² s ⁻¹)
	(0111 3)	$\left(\begin{array}{cc} 0 \\ 1 \\ 3 \end{array} \right)$
通常運転 加速管2本	1.7x10 ⁷	3.1x10 ¹¹
22	$9.2 x 10^2$	<1.1x10 ⁵ 検出限界以下
20	<2.5x10 ² 検出限界以下	<1.1x10 ⁵ 検出限界以下



図4 電子のピークエネルギーと中性子束との関係

4. まとめ

KURRI-LINACにおいて、2本ある加速管のうち上流 側の加速管のみにマイクロ波を供給し、PFNの充電電圧 (クライストロンへの印加電圧)を下げることで効果的に電 子のエネルギーを低減することができた。この低減化に より、照射による誘導放射能を生成しない低エネルギー の光子照射場を構築できた。今後はビーム調整の最適 化を行う計画である。

参考文献

- M. Hasegawa et al., Proc. of the Int. Symp. on Research for Aging Management of Light Water Reactors, INSS, pp 18-1~18, (Oct, 22-23, 2007, Fukui City, JAPAN)
- [2] T. Kubota et al,. Recent Advances in Actinide Science Ed: I. May, R. Alvares and N. Bryan RSC Publishing pp. 68-70 (2006) Royal Society of Chemistry - 'Advances in Actinide Science'
- [3] M. Koizumi et al, Nucl. Intrum. And Methods in Phys. Res. A 562, 767 (2006)
- [4] T. Takahashi et al., Infrared Physics & Technology 51, 363-366 (2008)
- [5] B. L. Berman, Atomic Data and Nuclear Data Tales 15, 319-390 (1975)