

СООБЩЕНИЯ Объединенного института ядерных исследований

Дубна

99-164

P9-99-164

О.Н.Борисов, Г.Г.Гульбекян

# ЧИСЛЕННОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ ВЫВОДА ПУЧКА ИЗ ЦИКЛОТРОНА U-400M МЕТОДОМ ПЕРЕЗАРЯДКИ



#### 1. Введение

Изохронный циклотрон U-400M позволяет ускорять ионы с отношением заряда  $Z_{AC}$  к массе A в диапазоне  $Z_{AC} / A = 0.1 \div 0.5$  до максимальной энергии, соответственно,  $W \approx 6 \div 100$  МэВ/нукл [1,2]. Вывод пучка из циклотрона осуществляется методом перезарядки на тонкой графитовой фольге [3,4], установленной в области конечных радиусов. Ускоряемый ион после прохождения фольги изменяет заряд с  $Z_{AC}$  на  $Z_{EX}$  за счет потери части электронов, что приводит к измененню радиуса кривизны траектории и позволяет, при определенных условиях, выводить пучок из камеры циклотрона. Величина коэффициента перезарядки  $Z_{EX} / Z_{AC}$  определяется в основном типом и энергией выводимых ионов.

Данный метод вывода позволяет легко перестраивать выводную систему под различные типы ионов за счет азимутального и радиального перемещения перезарядной фольги. Для легких ионов обеспечивается практически 100% эффективность вывода. Для тяжелых ионов после перезарядной фольги образуются ионы со спектром зарядов. В обычном режиме для вывода используется только один заряд, что ограничивает эффективность вывода величиной ≈20÷30%.

#### 2. Направление вывода пучка

На первом этапе расчетов исследовались возможности вывода ионов с разными  $Z_{AC} / A$  и  $Z_{EX} / Z_{AC}$  в общую точку, согласованную с началом линии транспортировки. Заряд иона после перезарядной фольги  $Z_{EX}$  определяется в основном энергией выводимого иона W [6]. Для ионов, ускоряемых в U-400M до максимальной энергии, величина коэффициента перезарядки лежит в диапазоне  $Z_{EX} / Z_{AC} = 1.2 \div 2.0$ .

При моделировании динамики пучка использовалась карта магнитного поля, полученная из измерений на циклотроне U-400M. Численные расчеты выводных траекторий были проведены для трех уровней магнитного поля, соответствующих  $Z_{AC} / A = 0.15, 0.3$  и 0.5, при разных положениях перезарядной фольги. Анализ полученных результатов показал, что уровень магнитного поля не оказывает существенного влияния на поведение выводных траекторий при одинаковом коэффициенте перезарядки, а существующие различия компенсируются небольшим изменением радиального и азимутального положения перезарядной фольги. В связи с этим дальнейшие расчеты проводились для магнитного поля, соответствующего  $Z_{AC} / A = 0.3$ . Исходя из результатов расчетов и конструкции циклотрона U-400M, была выбрана точка пересечения выводных траекторий с координатами R=2.85 м и  $\Theta=105^{\circ}$ . Определяющим фактором при этом является обеспечение возможности для вывода ионов с минимальным коэффициентом перезарядки, а также оптимизация диапазона перемещения перезарядной фольги.

На Рис.1 показаны выводные траектории ионов для разных  $Z_{EY} / Z_{AC}$ . Корректировка направления вывода осуществляется радиальным перемещением перезарядной фольги при фиксированном азимутальном положении ( $\Theta$ foil=57°). Существует возможность варьирования энергии выведенных ионов (≈5%) за счет совместного азимутального перемещения фольги.



Рис.1 Расчетные выводные траектории ионов после перезарядной фольги для разных  $Z_{\rm sy}$  /  $Z_{\rm sc}$ 

Численные расчеты показали невозможность вывода ионов с  $Z_{EX}$  /  $Z_{AC}$  < 1.35 в заданную точку (R=2.85 м,  $\Theta=105^{\circ}$ ) без применения дополнительных отклоняющих элементов. Для вывода ионов с  $Z_{EX}$  /  $Z_{AC}$  < 1.35 возможно использование двухоборотного вывода. На Рис.2 показаны соответствующие выводные траектории при двухоборотном выводе для  $Z_{EX}$  /  $Z_{AC}$  = 1.25 и 1.5.

Двухоборотный вывод можно использовать и для вывода ионов с большими коэффициентами перезарядки, что позволяет значительно (  $\approx 20\%$ ) изменять энергию выводимого пучка. Так, например, для  $Z_{EX} / Z_{AC} = 1.5$  энергия выведенного пучка составляет  $W_{EX} \approx 45.2 \text{ МоВ/нукл}$  при однооборотном выводе и  $W_{EX} \approx 36.8 \text{ МэВ/нукл}$  при двухоборотном.



Рис.2 Расчетные выводные траектории ионов после перезарядной фольги при двухоборотном выводе для  $Z_{EX}$  /  $Z_{AC}$  = 1.25 и 1.5

В представленной работе рассматривается только однооборотный вывод. Предварительные расчеты показали, что при двухоборотном выводе вертикальный размер выведенного пучка увеличивается в несколько раз по сравнению с однооборотным выводом. Для оценки возможности реализации такого вывода необходимо проведение дополнительных численных расчетов. На данном этапе приведены только результаты расчетов для центральной траектории, позволяющие оценить энергию ионов при двухоборотном выводе и требования к положению перезарядной фолыти.

Параметры выводимых ионов и расчетные положения перезарядной фольги как в полярных, так и в декартовых координатах приведены в Таблице 1.

3

$Z_{EX} / Z_{AC}$	Wext [МэВ/н]	Nturn	θfoil ["]	Rfoil [m]	Xfoil [m]	Yfoil [m]
1.25	48.30	2	59	1.823	0.939	-1.563
1.3	47.00	2	57	1.797	0.978	-1.507
1.35	48.30	1	57	1.829	0.996	-1.534
	44.50	2	57	1.748	0.952	-1.466
1.4	47.30	1	57	1.804	0.982	-1.513
	40.90	2	57	1.678	0.913	-1.407
1.5	45.20	1	57	1.762	0.959	-1.478
	36.80	2	57	1.587	0.864	-1.331
1.6	43.21	1	57	1.724	0.939	-1.446
	33.72	2	57	1.516	0.826	-1.272
1.7	41.31	1	57	1.687	0.918	-1.414
	31.52	2	57	1.465	0.798	-1.229
1.8	40.00	1	57	1.659	0.903	-1.391
	30.31	2	57	1.436	0.782	-1.204
1.9	38.88	1	57	1.634	0.890	-1.371
	29.97	2	57	1.428	0.777	-1.198
2.0	37.60	1	57	1.606	0.875	-1.347
	30.67	2	57	1.445	0.787	-1.212

Таблица 1 Параметры выводимых ионов и положение перезарядной фольги



Рис. 3 Геометрия центральной области циклотрона и выводные траектории при коэффициентах перезарядки 1.9 и 2.0

При численном моделировании было обнаружено, что практически невозможно вывести ионы при  $Z_{EX} / Z_{AC} = 2.0$ , т. к. в этом случае выводная траектория проходит близко к центру циклотрона (*Rmin* < 6 см) и попадает на элементы центральной области, которые перекрывают медианную плоскость. На Рис.3 показаны элементы центральной области циклотрона U-400M и выводные траектории. Можно отметить, что выводная траектория при  $Z_{EX} / Z_{AC} = 1.9$  имеет минимальный радиус *Rmin*  $\approx$  15 см и огибает элементы центральной оптики циклотрона без потерь.

#### 3. Огибающие выведенного пучка

Для исследования динамики выведенного пучка необходимо оценить радиальный  $\mathcal{E}_r$  и аксиальный  $\mathcal{E}_z$  эмиттансы пучка после прохождения перезарядной фольги, а также энергетический разброс  $\delta W$ .

Аксиальный размер пучка  $\Delta Z$  практически не изменяется после прохождения перезарядной фольги. а радиальный размер  $\Delta R$  определяется максимальным забросом пучка на фольгу [5]

$$\Delta Z = 2A_{\nu}.$$

$$\Delta R = \Delta R_{\mu} + \Delta R_{P}$$

где  $\Delta R_n \approx \frac{R_{EX} \Delta W}{2W_{EX}}$  - радиальный шаг орбиты за счет набора энергии,  $\Delta R_p \approx 2\pi A_R (Q_R - 1)$  - радиальный шаг орбиты за счет прецессии,  $R_{EX}$  – радиус вывода,  $W_{EY}$  – энергия нона,  $\Delta W$  – набор энергии за оборот,  $A_{RZ}$  - амплитуды радиальных и аксиальных колебаний,  $Q_{RZ}$  - частоты колебаний.

Величина разброса радиальных и аксиальных импульсов после перезарядной фольги практически не отличается от разброса импульсов в пучке перед фольгой

$$\Delta P_{R,z} = \frac{A_{R,Z}Q_{R,Z}}{R} \quad .$$

При выводе перезарядкой энергетический разброс в пучке после фольги *бW* определяется в основном тем, что заброс на перезарядную фольгу происходит в течение нескольких оборотов и, соответственно, с разной энергией. Величину *бW* можно оценить как

$$\delta W \approx N \frac{\Delta W}{W_{\rm EV}} = \frac{2A_{\rm R}}{\Delta R} \frac{\Delta W}{W_{\rm EV}} \ . \label{eq:deltaW}$$

Дополнительный энергетический разброс возникает из-за взаимодействия ионов с материалом перезарядной фольги при прохождении пучка через нее. Эта всличина при толщинах фольги 200÷400 мкг/см<sup>2</sup> не превышает 0.1 % [6], что заметно меныпе разброса энергии из-за многооборотного заброса пучка на фольгу.

Используя данные выражения для оценки параметров пучка циклотрона U-400M (и предполагая  $A_{R,Z} \leq 5 \text{ мм}$ ), получили следующие величины:  $\Delta R \approx 3 \div 4 \text{ мм}, \Delta Z \approx 10 \text{ мм}, \mathcal{E}_{r} \approx 10 \text{ мм} \text{ мм} \text{ мл}, \mathcal{E}_{z} \approx 5 \pi \text{ мм} \text{ ммаd}, \delta W \approx 1\%.$ 

Численное моделирование динамики выводимого пучка с такими параметрами показало необходимость применения фокусирующих элементов из-за сильного расхождения пучка в радиальном направлении, вызываемого градиентом краевого магнитного поля на границе сектора. На Рис.4 показаны радиальная и аксиальная огибающие пучка после перезарядной фольги для  $Z_{EV} / Z_{AC} = 1.5$ . После прохождения перезарядной фольги для  $Z_{EV} / Z_{AC} = 1.5$ . После прохождения перезарядной фольги для  $Z_{EV} / Z_{AC} = 1.5$ . После прохождения перезарядной фольги для  $Z_{EV} / Z_{AC} = 1.5$ . После прохождения перезарядной фольги для  $Z_{EV} / Z_{AC} = 1.5$ . После прохождения перезарядной фольги пучок начинает увеличиваться в радиальном направлении, что объясняется заметным увеличением разброса энергии  $\delta W$  в пучке после фольги. В дальнейшем движение пучка достаточно устойчивое. Значительное изменение размеров пучка наблюдается только при его прохождении через область спадающего краевого магнитного поля при R > 1.8 м, где и необходима фокусировка пучка в радиальном направлении. Аналогичные зависимости огибающих пучка получены и для остальных  $Z_{EV} / Z_{AC}$ .



Рис.4 Радиальная и аксиальная огибающие выводимого пучка после перезарядной фольги для  $Z_{\rm EX}$  /  $Z_{\rm AC}$  =1.5

6



Рис. 5 Последние ускоряемые орбиты перед перезарядной фольгой и выводные траектории после фольги для разных Z<sub>FV</sub> / Z<sub>AC</sub>.

Фокусирующий магнитный канал желательно расположить, начиная с азимута  $\Theta = 20^{\circ} \div 30^{\circ}$ , когда пучок еще не успел сильно увеличить свой размер. Но расположение фокусирующего канала на данном азимуте невозможно из-за малого ( $\approx 5$  см) отклонения выведенного пучка от внутренних ускоренных орбит. На Рис.5 показаны выводные траектории и последние ускоренные орбиты ионов для разных  $Z_{EX} / Z_{AC}$ . В связи с этим азимут начала фокусирующего канала был выбран равным  $\Theta = 35^{\circ}$ .

Пучок на входе в канал имеет горизонтальный размер  $\approx l \div 3 c_M$  при значительной угловой расходимости. Для фокусировки пучка был разработан пассивный магнитный фокусирующий канал (FCl), состоящий из трех железных брусков, с рабочей апертурой 6 см и максимальным градиентом магнитного поля  $G=15 T_{n}/M$  [1]. Он состоит из двух частей ( $\Delta \Theta \approx 5^{\circ}$ и 7.5°), что вызвано конструктивной необходимостью расположения между ними пробника пучка. Для согласования положения канала с выводной траекторией предусмотрена возможность его радиального . перемещения в диапазоне  $\pm 6 c_M$ . Канал располагается в неоднородном внешнем магнитном поле ( $B=2.0 \div 0.7 T_n$ ) (Рис.6), что приводит к изменению величины фокусирующего градиента магнитного поля внутри канала в диапазоне  $1.5 \div 1.2 T_n/M$ .

7



Рис.6 Внешнее магнитное поле вдоль выводной траектории пучка в области магнитного канала (FC1) для разных  $Z_{EX} \mid Z_{M}$ .

На Рис.7 показаны огибающие пучка при использовании данного фокусирующего канала. Из анализа огибающих пучка видно, что в области расположения фокусирующего канала пучок имеет сильное расхождение в радиальном направлении и перефокусировку в аксиальном. Фокусирующий канал позволяет уменьшить расхождение пучка в радиальном направлении. В аксиальном направлении канал вызывает увеличение расходимости пучка для больших коэффициентов перезарядки ( $Z_{EX}$  /  $Z_{AC}$ =1.7÷1.9), т.к. в этом случае пучок имеет перефокусировку до входа в канал. С этой точки зрения более оптимальным является начало фокусирующего канала (*FC1*) с азимута  $\Theta$ =30°, но, как уже отмечалось ранее, это невозможно из-за малого расстояния (≈ 5 см) между выведенной траекторией и последней ускоренной орбитой (Рис.5).

Воздействие краевого магнитного поля после канала фокусирует пучок в аксиальном направлении, но дефокусирует в радиальном. На входе в систему транспортировки  $\Theta = 105^{\circ}$  получаем расходящийся в горизонтальном направлении пучок с размером  $\approx 8 \div 12 \, см$ . На Рис.8 показаны горизонтальный и вертикальный фазовые портреты пучка на входе в систему транспортировки для  $Z_{tx} / Z_{4c} = 1.5$ .

Для улучшения радиального качества пучка рассматривалась возможность применения второго фокусирующего канала (FC3). Исходя из конструкции циклотрона используется пассивный магнитный канал, состоящий из трех железных брусков, с  $\Delta \Theta \approx 7.5^{\circ}$  и горизонтальной рабочей апертурой 9 см. Он расположен внутри дуанта и имеет максимальный фокусирующий градиент  $G=2.7 T_{a}/M$ 

0

-



Рис. 7 Радиальные и аксиальные огибающие выведенного пучка для разных Z<sub>EX</sub> / Z<sub>AC</sub> при использовании одного фокусирующего магнитного канала



Рис.8 Горизонтальный и вертикальный фазовые портреты тучка на входе в систему транспортировки (Ø=105°, R=2.85 м) при использовании одного фокусирующего канала для варианта с Z<sub>EV</sub> / Z<sub>4C</sub>=1.5

9









На Рис.9 показаны огибающие пучка при использовании двух фокусирующих каналов, а на Рис.10 соответствующие фазовые портреты пучка для  $Z_{EY} / Z_{AV} = 1.5$ . Применение второго канала уменьшает как размер, так и расходимость пучка в горизонтальном направлении, но приводит к дефокусировке пучка в аксиальном направлении, особенно для больших коэффициентов перезарядки ( $Z_{EV} / Z_{AV} = 1.7 \pm 1.9$ ).

Таким образом, использование второго фокусирующего канала целесообразно только для малых коэффициентов перезарядки ( Z<sub>ev</sub> / Z<sub>ev</sub> ≤ 1.7 ).

### 4. Эксперименты по выводу пучка

На циклотроне U-400M проводились эксперименты с легкими ионами, выводимыми мстодом перезарядки на фольге:

$${}_{11}B^{3*} \to B^{5*} (Z_{EX} / Z_{AC} = 1.67),$$

$${}_{12}C^{4*} \to C^{6*} (Z_{FY} / Z_{AC} = 1.5),$$

$${}_{44}N^{5*} \to N^{7*} (Z_{FY} / Z_{AC} = 1.4),$$

$${}_{18}O^{5*} \to O^{8*} (Z_{FY} / Z_{AC} = 1.6).$$

Размер пучка на фольге составляет  $\approx 3 \div 4$  ми, а на азимуте  $\theta = 41.5^{\circ}$  (в канале FC1)  $\Delta R \approx 3.0 \div 3.5$  см, что хорошо согласуется с расчетными величинами. Интенсивность пучка измерялась в трех точках: на конечном раднусе ускорения, после магнитного канала FC1 и в тракте транспортировке после прохождения дублета квадрупольных линз. Результаты измерений показали, что при оптимальной настройке системы вывода эффективность вывода составляет  $\approx 100\%$  после канала FC1 и  $\approx 80 \pm 90\%$  в системе транспортировки.

## 5. Литература

....

[1] G. Gulbekian and al., "New development at the JINR heavy ion cyclotron facility". Proc. of the 13<sup>th</sup> International Conference on Cyclotrons and Their Applications, Vancouver, 1992, p.11.

[2] G. Gulbekian and CYCLOTRONS Croup, "Status of the Flerov Laboratory of Nuclear Reactions, JINR, heavy ion cyclotrons", Proc. of the 14<sup>th</sup> International Conference on Cyclotrons and Their Applications, Cape Town, 1995, p.95.

[3] И.А. Шелаев и др., "Вывод пучка методом перезарядки из двухметрового изохронного циклотрона тяжелых ионов ОИЯИ", ПТЭ, 1970, №3, с.53.

[4] О.Н. Борисов, Г.Г. Гульбекян, "Вывод пучка ионов из У-400М методом перезарядки", Труды XIII Всесоюзного совещания по ускорителям заряженных частин. ОИЯИ, Д9-92-455, Дубна, 1992, т.1, с.116.

[5] W. Joho, "Extraction from medium and high energy cyclotron", Proc. of the 5<sup>th</sup> International Conference on Cyclotrons and Their Applications, Oxford, 1969, p.159.

[6] E. Baron and Ch. Ricaud, "Beam foil interaction studies for the future stripper of GANiL", EPAC-88, Rome, 1983, v.2, p.839.

Рукопись поступила в издательский отдел 4 июня 1999 года.