## РАЗРАБОТКА ПРОГРАММЫ РАСЧЕТА ТОРОИДАЛЬНЫХ ГАРМОНИК ДЛЯ АЛГОРИТМА ВОССТАНОВЛЕНИЯ ФОРМЫ СЕЧЕНИЯ ПЛАЗМЕННОГО ШНУРА

## **B TOKAMAKE KTM**

А.Б. Тогузбаева, А.М. Ли

Национальный исследовательский Томский политехнический университет

Россия, г. Томск, пр. Ленина, 30, 634050

E-mail: abt7@tpu.ru

Равновесие плазмы в токамаке описывается уравнением Грэда-Шафранова [1]:

$$r\frac{\partial}{\partial r}\frac{1}{r}\frac{\partial\psi}{\partial r} + \frac{\partial^{2}\psi}{\partial z^{2}} = \begin{cases} -\mu_{0}rJ, (r,z) \in S, \\ 0, (r,z) \notin S, \end{cases}$$
$$J = rp'(\psi) + \frac{1}{\mu_{0}r}F(\psi)F'(\psi),$$

где J – плотность тока плазы,  $p(\psi)$  и  $F(\psi)$  – функции распределения давления плазмы и полоидального тока плазмы на магнитных поверхностях,  $\psi$  – полоидальный магнитный поток.

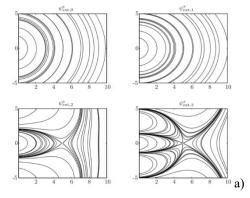
Уравнение Грэда-Шафранова в вакууме, в тороидальной системе координат  $(\eta, \xi, \varphi)$  имеет аналитическое решение, называемое тороидальными гармониками [2]:

$$\Psi^{c}_{ext,n}(\eta,\zeta) = \frac{r_{0} \cdot \sinh \zeta}{\sqrt{\cosh \zeta - \cos \eta}} \cdot Q^{1}_{n-\frac{1}{2}} \cdot (\cosh \zeta) \cdot \cos(n\eta),$$

$$\Psi^{s}_{ext,n}(\eta,\zeta) = \frac{r_0 \cdot \sinh \zeta}{\sqrt{\cosh \zeta - \cos \eta}} \cdot Q^{1}_{n-\frac{1}{2}} \cdot (\cosh \zeta) \cdot \sin(n\eta).$$

Распределение магнитного потока на границе плазмы  $\psi$  можно описать в виде линейной комбинации тороидальных гармоник:

$$\psi = \sum_{n=0}^{\infty} (a_n^c \psi_{\text{int},n}^c + a_n^s \psi_{\text{int},n}^s + b_n^c \psi_{\text{ext},n}^c + b_n^s \psi_{\text{ext},n}^s)$$



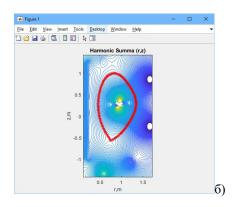


Рис. 1. Линии уровня некоторых тороидальных гармоник а) и результат восстановления потока б)

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Тимофеева Т.Е., Тимофеев В.Б. Уравнение Грэда-Шафранова в электродинамике магнитного ротора // Наука и образование. -2005. Т.1. № 1. С. 50–51.
- 2. Ariola M., Pironti A. Magnetic Control of Tokamak Plasmas. Springer, 2008. 159 c.