

Коэффициенты чувствительности оптимизируемых характеристик АЭС к технологическим параметрам в задачах с ограничениями

Котлякин А. М.

Технико-экономические показатели АЭС определяются в условиях, когда существует некоторый разброс технологических параметров, к числу которых относятся данные о свойствах материалов, стоимостные характеристики, ядерные константы и т. п. Погрешности значений технологических параметров приводят к неопределенности таких важных характеристик, как стоимость вырабатываемой электроэнергии или количество потребляемого горючего. Поэтому большое значение имеет оценка погрешности основных показателей АЭС (и прежде всего критериев эффективности) и выработка требований к точности знания технологических параметров.

В отношении ядерно-физических констант эти вопросы рассматривались в работах [1, 2], откуда, в частности, следует, что для оценки погрешности какой-либо величины F_0 необходимо знать коэффициенты чувствительности $\delta F_0 / \delta \lambda_q$:

$$\frac{\delta F_0}{\delta \lambda_q} = \lim_{\Delta \lambda_q \rightarrow 0} \frac{\Delta F_0}{\Delta \lambda_q},$$

где ΔF_0 — изменение F_0 , вызванное отклонением q -го параметра на величину $\Delta \lambda_q$ от номинального значения λ_q .

Рассмотрим расчет коэффициентов $\delta F_0 / \delta \lambda_q$ в том случае, когда критерий эффективности АЭС $F_0(v_1, \dots, v_n; \varphi; \lambda_q)$ определяется из решения оптимизационной задачи:

$$\left. \begin{aligned} \min F_0(v_1, v_2, \dots, v_n; \varphi; \lambda_q); \\ F_l(v_1, v_2, \dots, v_n; \varphi; \lambda_q) \leq \\ \leq F_l^{\text{доп}}(\lambda_q), \quad l = 1, 2, \dots, m; \\ \alpha_j(\lambda_q) \leq v_j \leq \beta_j(\lambda_q), \quad j = 1, 2, \dots, n, \end{aligned} \right\} \quad (1)$$

где v_j — управляющие параметры, изменением которых добиваются выполнения ограничений на дополнительные функционалы $F_l(v_1, \dots, v_n; \varphi; \lambda_q)$ и минимизации критерия F_0 ; φ — переменные состояния (например, потоки нейтронов в реакторе), подчиняющиеся известным уравнениям; $F_l^{\text{доп}}(\lambda_q)$, $\alpha_j(\lambda_q)$, $\beta_j(\lambda_q)$ — допустимые значения, зависящие в общем случае от величины λ_q q -го технологического параметра.

Введем вспомогательные переменные w_l , ω_j и ω_{j+n} , которые могут принимать любые значения, и перейдем от неравенств ($F_l \leq F_l^{\text{доп}}$ или $\alpha_j \leq v_j \leq \beta_j$) к эквивалентным равенствам (соответственно $F_l + w_l^2 = F_l^{\text{доп}}$ или $v_j + \omega_j^2 = \beta_j$, $v_j - \omega_{j+n}^2 = \alpha_j$). Обозначая u вектор размерности $m_1 + 3n$ с компонентами $\{v_j; \omega_l; \omega_j; \omega_{j+n}\}$ и подразумевая под величинами $A_j(\lambda_q)$ [$i = 1, 2, \dots, m$; $m = m_1 + 2n$] значения $F_l^{\text{доп}}(\lambda_q)$, $\alpha_j(\lambda_q)$ и $\beta_j(\lambda_q)$, сформулируем задачу (1) в виде:

$$\min F_0(u, \varphi, \lambda_q);$$

$$F_i(u_0, \varphi_0, \lambda_q^0) = A_i(\lambda_q), \quad i = 1, 2, \dots, m, \quad (2)$$

где в число равенств включены ограничения на дополнительные функционалы и управления задачи (1).

Задача (1), или (2) является задачей вариационного исчисления на отыскание условного экстремума. Для АЭС с быстрыми реакторами она может быть решена с помощью комплекса программ РОКБАР [3]. Пусть получено решение задачи (2) при номинальном значении λ_q^0 q -го параметра, т. е. найден такой вектор u_0 , что выполняются необходимые условия оптимальности:

$$\mathcal{H}_0(u_0, \lambda_q^0) + \sum_{i=1}^m \gamma_i^0 \mathcal{H}_i(u_0, \lambda_q^0) = 0; \quad (3)$$

$$F_i(u_0, \varphi_0, \lambda_q^0) = A_i(\lambda_q^0), \quad (4)$$

где $\mathcal{H}_i(u_0, \lambda_q^0)$ — вектор эффективностей переменных u_j по отношению к функционалам F_i ($i = 0, 1, \dots, m$), полученный с использованием формул теории возмущений [4] в точке (u_0, λ_q^0) ; γ_i^0 — множители Лагранжа. Поскольку функционалы F_i задачи (2) не зависят одновременно от всех вспомогательных переменных w_l , ω_j и ω_{j+n} (например, критерий F_0 зависит лишь от управляющих параметров v_j), некоторые из компонентов векторов $\mathcal{H}_i$ равны нулю.

Если произошло отклонение q -го технологического параметра на величину $\delta \lambda_q = \lambda_q' - \lambda_q^0$, то приходим к возмущенной задаче, решение

которой дает новые значения оптимального вектора $\mathbf{u}' = \mathbf{u}_0 + \delta \mathbf{u}$, переменных состояния $\varphi' = \varphi_0 + \delta \varphi$ и критерия эффективности $F_0(\mathbf{u}', \varphi', \lambda_q^0) = F_0(\mathbf{u}_0, \varphi_0, \lambda_q^0) + \delta F_0$ при сохранении ограничений

$$F_i(\mathbf{u}', \varphi', \lambda_q^0) = A_i(\lambda_q^0). \quad (5)$$

Считая отклонение $\Delta \lambda_q$ достаточно малым, имеем

$$\Delta F_i = \frac{\partial F_i(\mathbf{u}_0, \varphi_0, \lambda_q^0)}{\partial \lambda_q} \cdot \Delta \lambda_q + \{ \mathcal{H}_i(\mathbf{u}_0, \lambda_q^0) \Delta \mathbf{u} \}; \quad (6)$$

$$\Delta A_i = \frac{\partial A_i(\lambda_q^0)}{\partial \lambda_q} \Delta \lambda_q, \quad i = 0, 1, \dots, m,$$

где выражение $\{ \mathcal{H}_i \Delta \mathbf{u} \}$ означает скалярное произведение векторов $\mathcal{H}_i$ и $\Delta \mathbf{u}$. Используя соотношения (3) — (6) и предполагая существование непрерывных производных $\partial \mathbf{u} / \partial \lambda_q$ и $\partial \gamma_i / \partial \lambda_q$, получаем равенство:

$$\frac{\delta F_0}{\delta \lambda_q} = \frac{\partial F_0(\mathbf{u}_0, \varphi_0, \lambda_q^0)}{\partial \lambda_q} + \sum_{i=1}^m \gamma_i^0 \left[\frac{\partial F_i(\mathbf{u}_0, \varphi_0, \lambda_q^0)}{\partial \lambda_q} - \frac{\partial A_i(\lambda_q^0)}{\partial \lambda_q} \right], \quad (7)$$

в котором частные производные $\partial F_i / \partial \lambda_q$ ($i = 0, 1, \dots, m$) имеют смысл эффективностей параметра λ_q к функционалам F_i .

Необходимые для расчета коэффициентов чувствительности $\delta F_0 / \delta \lambda_q$ множители γ_i^0 определяются либо из решения системы (3) $m_1 + 3n$ линейных уравнений с $m = m_1 + 2n$ неизвестными, либо из решения двойственной задачи линейного программирования [5] для переменных y_i ($i = 1, 2, \dots, m$). Действительно, оптимальный план двойственной задачи совпадает с множителями Лагранжа

$$y_i = \gamma_i^0 \quad (i = 1, 2, \dots, m),$$

если выполняются соотношения (3), а основная задача линейного программирования сформулирована в окрестности оптимального управления $\{v_1^0, v_2^0, \dots, v_n^0\}$ для вариаций $\{\delta v_1, \delta v_2, \dots, \delta v_n\}$ (так же, как в работе [6]). При этом $\gamma_i^0 = 0$ для $i \in I_0$, где I_0 — множество тех индексов, которые соответствуют ограничениям задачи (1), принимающим в точке оптимума вид строгих неравенств. Отметим, что второй способ получения множителей γ_i^0 удобно использовать в программе РОКБАР, где задача линейного программирования решается методом последовательного сокращения невязок [5], который

позволяет определить оптимальные планы основной и двойственной задач.

Важно подчеркнуть, что в предложенной выше схеме коэффициенты чувствительности $\delta F_0 / \delta \lambda_q$ определяются в условиях оптимума критерия F_0 и отсутствует неоднозначность расчета $\delta F_0 / \delta \lambda_q$, связанная с неоднозначностью способа восстановления возможных нарушений в ограничениях $F_i = A_i$ (при возмущении параметра λ_q). Нетрудно видеть, что в формуле (7) из всех возможных способов (определяемых набором управлений v_j) восстановления нарушенных условий выбирается такой, который способствует наибольшему понижению критерия F_0 .

Практическое использование формулы (7) проиллюстрируем на примере расчета коэффициентов чувствительности периода удвоения T_2 быстрых реакторов-размножителей с оксидным горючим ($\text{UO}_2 + \text{PuO}_2$) к предельно допустимым значениям функционалов F_i . Пусть реактор имеет тепловую мощность $W_T = 1000$ МВт и состоит из одной активной зоны, окруженной экранами с воспроизводящим материалом в форме UO_2 . Будем считать, что топливный материал заключен в цилиндрические твэлы с оболочкой из нержавеющей стали толщиной 0,4 мм. В качестве теплоносителя возьмем жидкий натрий со средней температурой на выходе из реактора 530 °С. Время химической переработки твэлов примем равным 0,5 года, а теплофизические и прочностные свойства стали, горючего и натрия такими же, как для реактора БН-350 [7].

Рассмотрим задачу о минимуме времени удвоения T_2 с ограничениями

$$\left. \begin{aligned} K_{\text{эф}} &= 1; \quad t_{\text{ц}} \leq 2450 \text{ } ^\circ\text{C}; \quad t_{\text{об}} \leq 710 \text{ } ^\circ\text{C}; \\ \xi_{\text{об}} &\leq 0,002; \quad \sigma_{\text{к}} \leq 18 \text{ кг/мм}^2, \end{aligned} \right\} \quad (8)$$

где $K_{\text{эф}}$ — эффективный коэффициент размножения нейтронов; $t_{\text{ц}}$ и $t_{\text{об}}$ — максимальные температуры в центре твэла и на его оболочке; $\xi_{\text{об}}$ — верхний предел относительной деформации оболочки; $\sigma_{\text{к}}$ — максимальное напряжение в стенках кассет.

В качестве управляющих параметров возьмем: $v_1 = H_{\text{г.п.}}$ — высота полости для сбора газообразных продуктов деления; $v_2 = \varepsilon_{\text{ст.к}}$ — объемная доля стенок кассет; $v_3 = R$ — радиус активной зоны; $v_4 = d_{\text{т}}$ — диаметр топливного брикета; $v_5 = \Pi$ — пористость горючего; $v_6 = h$ — относительный шаг решетки твэлов; $v_7 = x$ — обогащение горючего; $v_8 = H$ — высота активной зоны; $v_9 = V_{\text{т.н.}}$ — максимальная

Эффективности управлений к функционалам задачи

Управления	Оптимальные значения v_0	Эффективности $\mathcal{H}_i^j$ управлений к функционалам					
		$K_{эф}$	$t_{ц}, ^\circ\text{C}$	$t_{об}, ^\circ\text{C}$	$\xi_{об}$	$\sigma_K, \text{кг/мм}^2$	$T_2, \text{год}$
$H_{г.п}, \text{см}$	35,2	0	0	0	-0,03285	+0,0670	0
$t_{г.п}, \text{с}$	0,114	-0,4177	+2355	+220,8	+0,01327	-315,6	-12,40
$R, \text{см}$	88,1	+0,02194	-39,51	-3,704	-0,02218	0	+0,2048
$d_t, \text{см}$	0,5	+0,1983	+5339	+57,43	+0,02788	-30,65	+6,315
$h, \text{см}$	0,145	-0,7439	-3179	-21,95	+0,1273	0	-39,67
σ_K	1,15	-0,6774	+3148	-633,1	-0,04512	-75,71	-24,07
$V_{т.н}, \text{м/с}$	0,163	+2,830	-20,20	-1,894	-0,03133	0	+164,7
$V_{т.н}, \text{м/с}$	97,0	+0,02161	-17,50	-0,501	+0,04561	+0,0670	+0,1196
$V_{т.н}, \text{м/с}$	9,57	0	-0,1178	-16,03	-0,02102	+2,601	0
Множители γ_i^0		-58,28	+0,02151	+0,02810	+12,63	+0,0551	-

скорость теплоносителя. При этом

$$\left. \begin{aligned} 0 &\leq H_{г.п} < \infty; \quad 5 \text{ мм} \leq d_t < \infty; \quad 0 \leq x \leq 1; \\ 0 &\leq \varepsilon_{ст.к} \leq 1; \quad 0,05 \leq P \leq 0,174; \quad 0 \leq H < \infty; \\ 0 &\leq R < \infty; \quad 1,15 \leq h < \infty; \quad 0 \leq V_{т.н} \leq \\ &\leq 10 \text{ м/с.} \end{aligned} \right\} (9)$$

Решение задачи с помощью программы РОКБАР при основных предположениях о расчетной модели реактора, описанных в работе [3], показало, что $T_2^{\text{опт}} = 7,52$ года; $t_{ц}$, $t_{об}$, $\xi_{об}$ и σ_K достигают предельно допустимых значений, а оптимальные управления равны величинам, приведенным в таблице. Здесь же представлены эффективности $\mathcal{H}_i^j$ управлений в оптимальные значения множителей γ_i^0 , полученные из решения двойственной задачи линейного программирования.

Так как в программе РОКБАР задачи типа (2) решаются приближенно, подстановка найденных значений γ_i^0 в условия оптимальности (3) дает отличные от нуля невязки $\Delta_j = \mathcal{H}_0^j + \sum_i \gamma_i^0 \mathcal{H}_i^j$. Легко проверить, что невязки Δ_j

малы и для каждого индекса $j \mid \Delta_j \ll \ll \max |\mathcal{H}_i^j \gamma_i^0|$. Поэтому найденные значения γ_i^0 вполне пригодны для оценок коэффициентов чувствительности T_2 к допустимым значениям функционалов $K_{эф}^{\text{доп}}$, $t_{ц}^{\text{доп}}$, $t_{об}^{\text{доп}}$, $\xi_{об}^{\text{доп}}$, $\sigma_K^{\text{доп}}$ и допустимым управлениям $d_{т}^{\text{мин}}$ и $h^{\text{мин}}$.

Используя соотношения (7), (3) и результаты, представленные в таблице, получаем

$$\frac{\delta T_2}{\delta K_{эф}^{\text{доп}}} = +58,28 \text{ года};$$

$$\frac{\delta T_2}{\delta t_{ц}^{\text{доп}}} = -0,00151 \text{ год/}^\circ\text{C};$$

$$\frac{\delta T_2}{\delta t_{об}^{\text{доп}}} = -0,00810 \text{ год/}^\circ\text{C};$$

$$\frac{\delta T_2}{\delta \xi_{об}^{\text{доп}}} = -12,63 \text{ года};$$

$$\frac{\delta T_2}{\delta \sigma_K^{\text{доп}}} = -0,0551 \text{ год} \cdot \text{мм}^2/\text{кг};$$

$$\frac{\delta T_2}{\delta d_{т}^{\text{мин}}} = +0,198 \text{ год/мм};$$

$$\frac{\delta T_2}{\delta h^{\text{мин}}} = +9,29 \text{ года}.$$

Подчеркивая важность оценок коэффициентов чувствительности T_2 к рассмотренным технологическим параметрам, заметим, что погрешность $\Delta K_{эф} = \pm 0,01$ в величине $K_{эф}$ дает такую же неопределенность в значении T_2 , как погрешность $\Delta t_{ц} = \pm 385 ^\circ\text{C}$ в температуре центра твэла или погрешность $\Delta t_{об} = \pm 72 ^\circ\text{C}$ в температуре оболочки твэла. Последние же погрешности сравнимы с перепадами температур из-за факторов перегрева (370 и 80 $^\circ\text{C}$ соответственно).

Поступила в Редакцию 10/VII 1974 г.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Усачев Л. Н., Бобков Ю. Г. В сб.: Ядерные константы. Вып. 10. М., Атомиздат, 1972, с. 3.
2. Зарицкий С. М., Троянов М. Ф. В сб.: Физика ядерных реакторов. Вып. 2. М., Атомиздат, 1970, с. 168.
3. Кузьмин А. М. и др. «Атомная энергия», 1971, т. 31, вып. 2, с. 83.
4. Усачев Л. Н. «Атомная энергия», 1963, т. 15, вып. 6, с. 472.
5. Юдин Д. Б., Гольштейн Е. Г. Линейное программирование. М., Физматгиз, 1963.
6. Хромов В. В. и др. «Атомная энергия», 1969, т. 27, вып. 3, с. 186.
7. Лейпунский А. И. и др. «Атомная энергия», 1968, т. 25, вып. 5, с. 380.