

Тепловой и гидравлический расчёт расчёта ядерного реактора

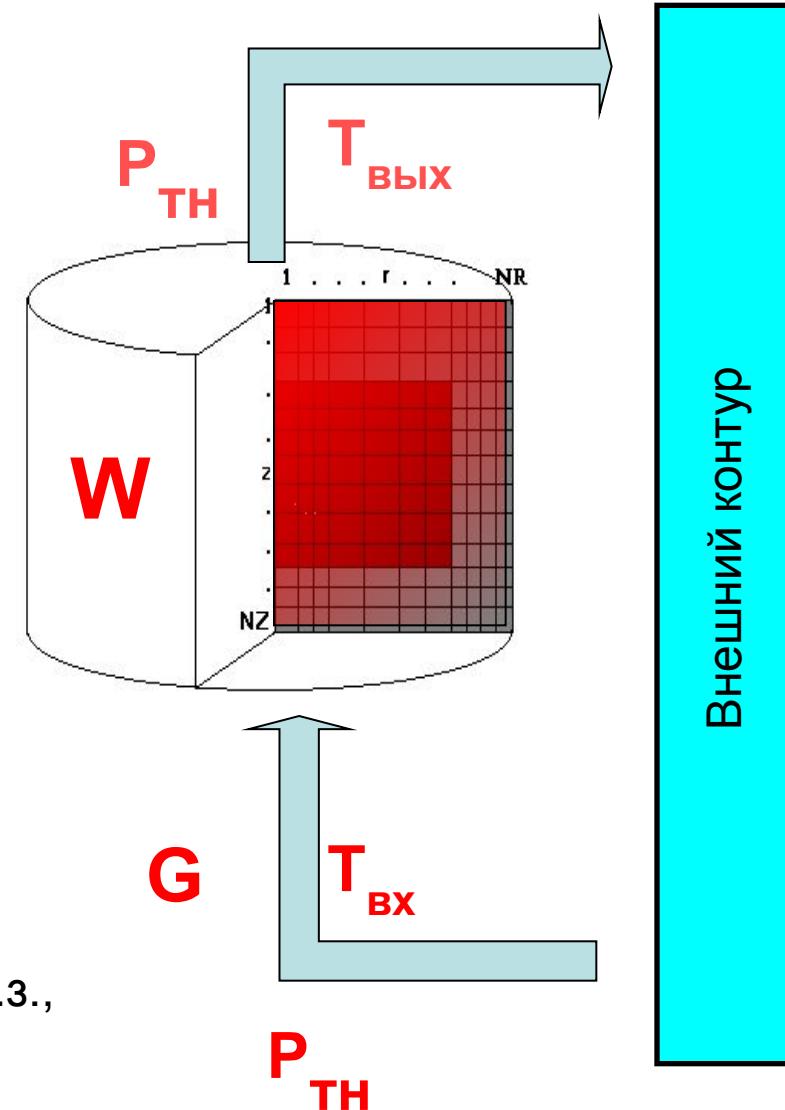
В стационарном случае

Известны:

- W – тепловая мощность реактора, МВт
- G - массовый расход теплоносителя через реактор, кг/сек
- $T_{вх}$ – температура теплоносителя на входе в реактор.
- P_{TH} – давление теплоносителя

Кроме этого, известны:

- конструкция активной зоны,
- направление движения теплоносителя,
- фазовое состояние теплоносителя перед а.з.,
- и т.п.



1. Как течет теплоноситель? По отдельным каналам и нет?
2. Делим тракт движения теплоносителя на участки
3. Зная W и конструкцию (размеры), определяем энергонапряженность топлива q_v и тепловой поток через поверхность твэла q_s
4. Зная P и T_{TH} определяем фазовое состояние теплоносителя
5. Определяем коэффициент теплоотдачи α

$$\alpha = Nu \cdot \lambda / d_a$$

$$Nu = 0.0023 \cdot Re^{0.8} \cdot Pr^{0.4} \cdot C_f$$

6. Определяем коэффициент местного сопротивления ξ и потери давления ΔP

$$\Delta P = \zeta \cdot \left(\frac{l}{d_a} \right) \cdot \left(\frac{\rho \cdot w^2}{2} \right)$$

7. Зная q_s , T_{TH} и α определяем температуру внешней поверхности оболочки твэла

$$t_s = t_{\text{ди}} + \frac{q_s}{\alpha}$$

8. Зная q_v определяем температуры в таблетке и оболочке

$$T(r) = T_0 + \frac{q_v \cdot r_0^2}{4 \cdot \lambda} \cdot \left[1 - \left(\frac{r}{r_0} \right)^2 \right]$$

а также в замедлителе и других конструкционных материалах

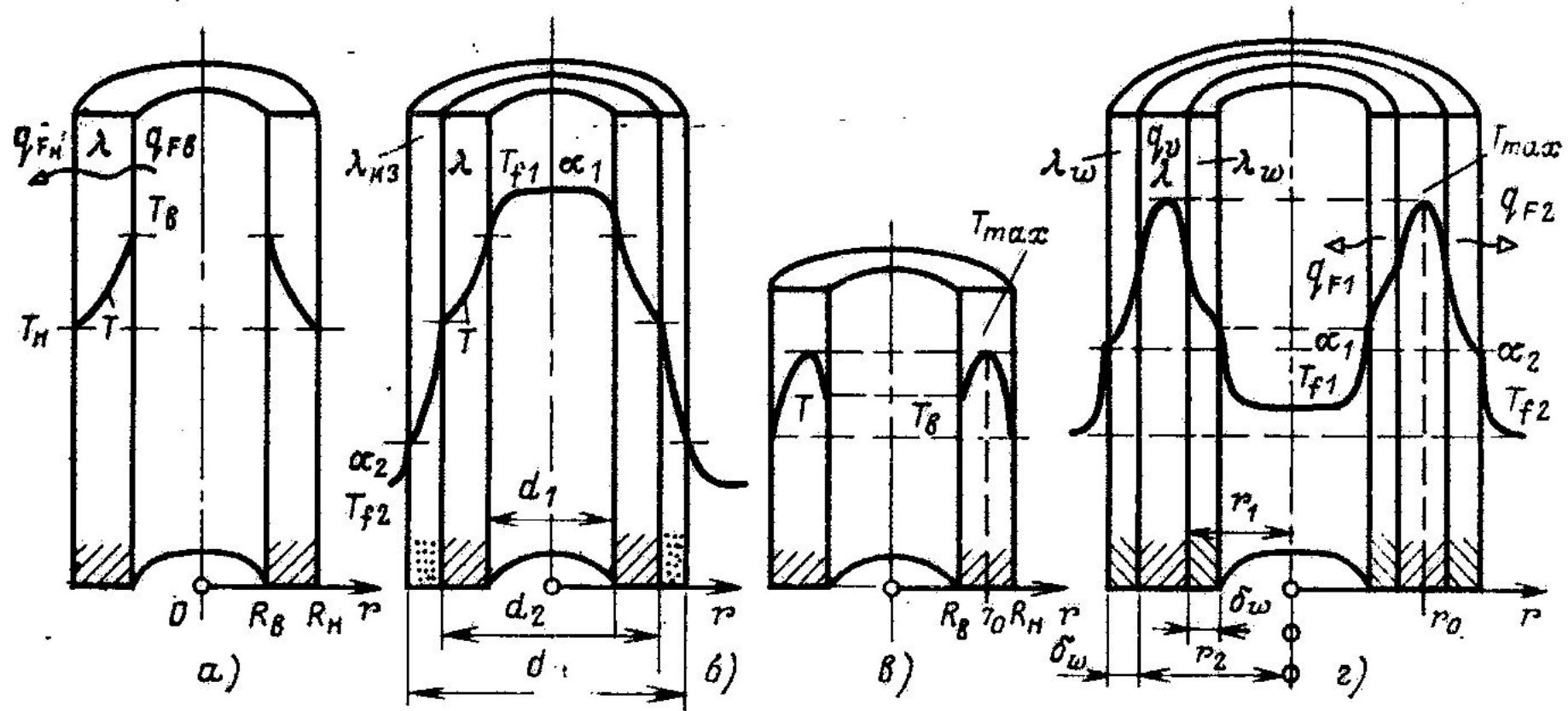


Рис. 9.27. Распределение температуры в трубе (а), в трубе с изоляцией (б), в тепловыделяющей трубе (в), в кольцевом твэле (г)

9. Определяем подогрев теплоносителя на участке l

$$\mathcal{E}_{\hat{a}\hat{u}\tilde{o}} = \mathcal{E}_{\hat{a}\tilde{o}} + \frac{1}{G} \sum_i Q_i$$

10. По энталпии $\mathcal{E}_{\text{вых}}$ и давлению $P_{\text{вых}}$ на выходе с участка определяем $T_{\text{вых}}$

Расчёт закончен ?

НЕТ !

**Возврат на расчёт реактора
с новыми значениями температур
топлива и замедлителя
и плотностей теплоносителя**

1) Ââi ä èññi ãí û õ äàí í û õ
è í à÷àëüí û õ qí à÷åí èé
 $T(r,z)$, $\rho(r,z)$ è í ð.

$O(r,z)$
 $\rho(r,z)$
.....

2) Đàñ÷åò í åéòðî í í û õ
í àêðî êî í ñòàí ò â çî í àç
đåàêòî ðà â çàâèñè í ñòè
í ò èì åþ ù èõñý qí à÷åí èé
ò, ρ è í ð.

3) í åéòðî í í î -ô èçè÷åñ-
êèé ðàñ÷åò đåàêòî ðà

Что такое средняя
температура топлива ?

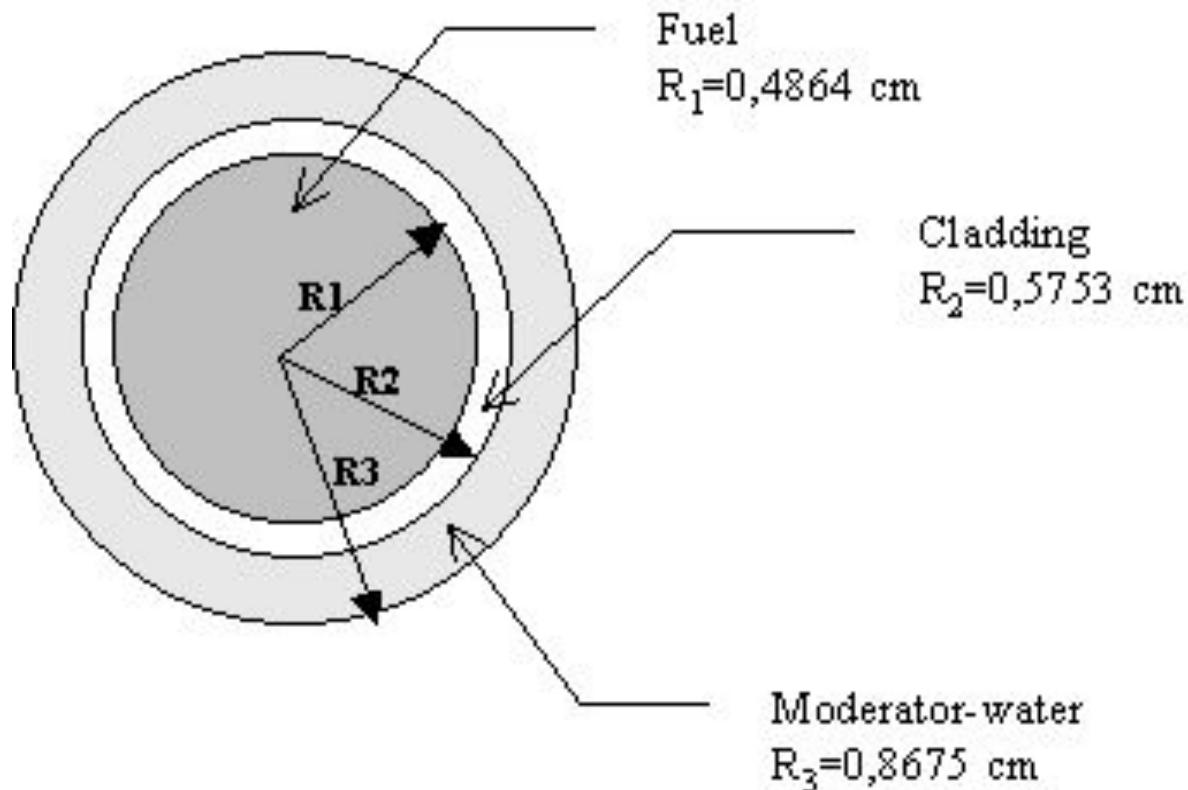
Распределение температуры по радиусу твэла

$$T(r) = T_0 + \frac{q_v \cdot r_0^2}{4 \cdot \lambda} \cdot \left[1 - \left(\frac{r}{r_0} \right)^2 \right]$$

Обычно принимают

$$\bar{T} = \frac{\int T(r) \cdot dV}{\int dV}$$

Трёхзонная ячейка



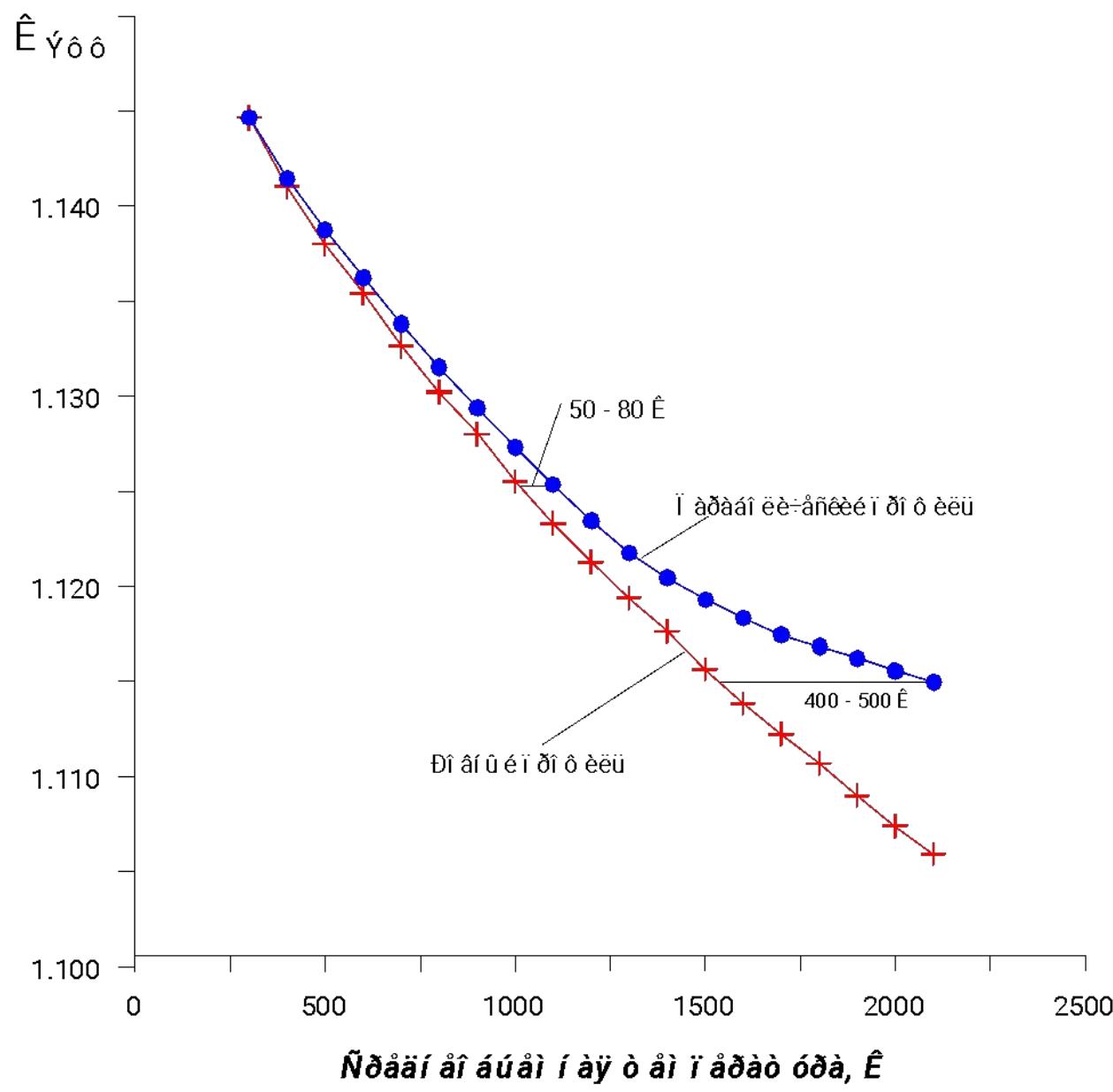
- 1) Во всех зонах топлива одинакова и равна средней.
- 2) Во всех зонах топлива одинакова и на 100К больше средней.
- 3) Параболическое распределение температуры такое, что на поверхности твэла (топливной зоны) температура 300К, а среднеобъемная равна средней для серии (1000К, 1500К или 2000К).
- 4) Параболическое распределение температуры такое, что на поверхности твэла (топливной зоны) температура 400К, а среднеобъемная больше средней для серии на 100К.

Это эквивалентно эквидистантному подъему профиля температур во всех зонах на 100К.

- 5) Параболическое распределение температуры такое, что на поверхности твэла (топливной зоны) температура 300К, а среднеобъемная больше средней для серии на 100К. (1100К, 1600К или 2100К).
Более крутая парабола.

Number of run	Name of run	Fuel-element-average temperature, K	K_{∞}	, 1/K
1	1000-	1000	1.125537	
2	1100-	1100	1.123314	-1.758e-5
3	1000`	1000	1.127345	
4	1100II	1100	1.125085	-1.782e-5
5	1100~	1100	1.125379	-1.550e-5

1	1500-	1500	1.115616	
2	1600-	1600	1.113854	-1.418e-5
3	1500~	1500	1.119323	
4	1600II	1600	1.117851	-1.176e-5
5	1600~	1600	1.118378	-0.755e-5
1	2000-	2000	1.107417	
2	2100-	2100	1.105931	-1.213e-5
3	2000~	2000	1.115585	
4	2100II	2100	1.114404	-0.950e-5
5	2100~	2100	1.114978	-0.488e-5



Đèñ. 1

$$\mathbf{T}_{\hat{\mathbf{y}} \hat{\mathbf{o}} \hat{\mathbf{o}}} = \frac{\int \mathbf{T}(\mathbf{r}) \cdot \varphi(\mathbf{r}) dV}{\int \varphi(\mathbf{r}) dV}$$

в качестве весовой функции $\varphi(\mathbf{r})$

использовать выражение

$$\varphi(\mathbf{r}) = 1 / \sqrt{O(\mathbf{r})}$$

Рассмотрим приведенную выше весовую функцию

$$\varphi(r) = \int_{E_{\min}}^{\infty} \sigma_a^{238}(r, E) \cdot \Phi(r, E) dE$$

В этой формуле непосредственно от температуры зависит σ_a^{238} , поэтому более правильной будет следующая запись:

$$\varphi(r, T(r)) = \int_{E_{\min}}^{\infty} \sigma_a^{238}(E, T(r)) \cdot \Phi(r, E) dE$$

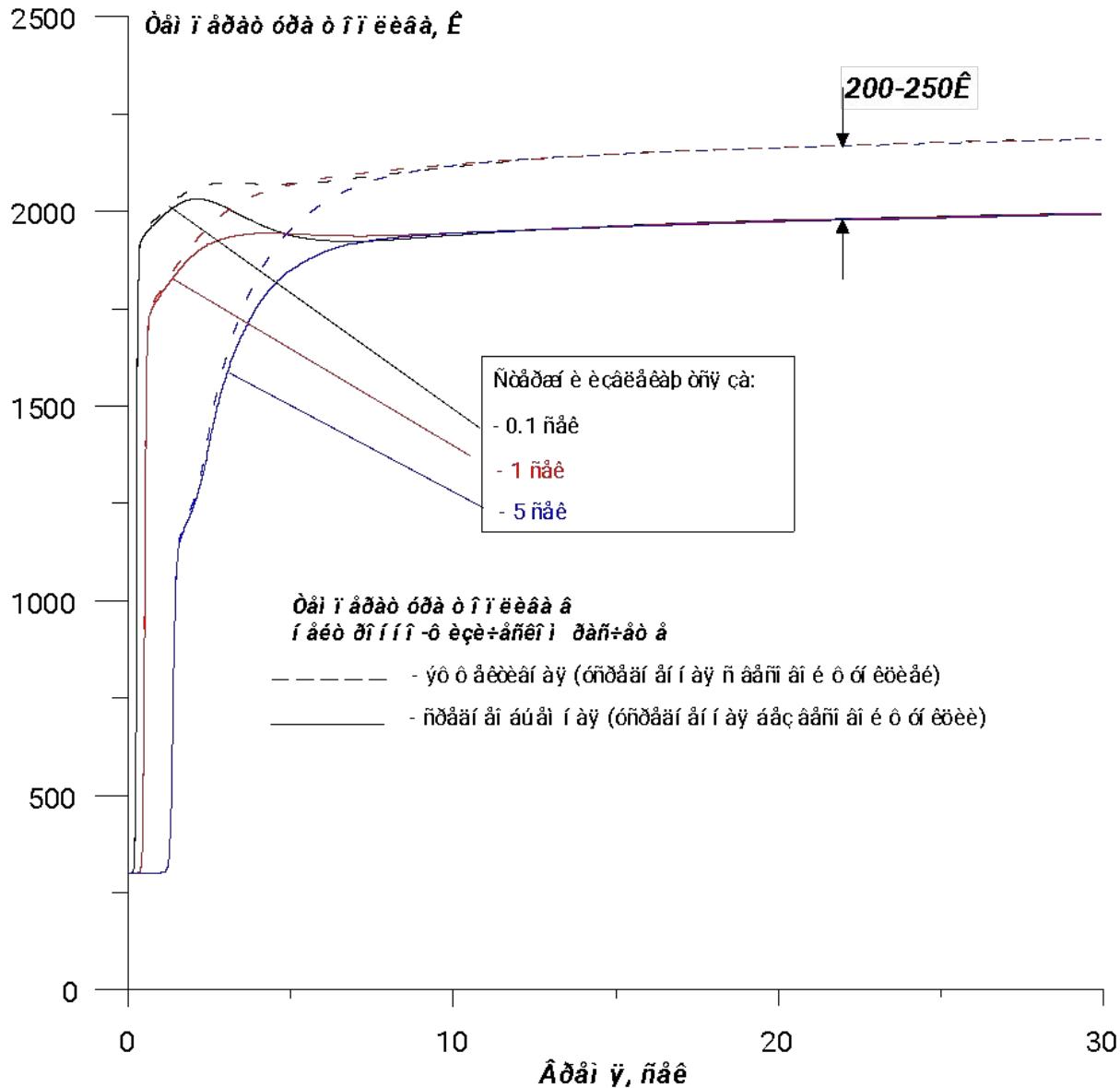
Известно, что сечение поглощения в окрестности выделенного резонанса описывается формулой [5]:

$$\sigma(E, T) = \sigma_0 \cdot \frac{\Gamma_\gamma}{\Gamma} \cdot \Psi(\Theta, x) \quad \text{где: } \sigma_0 - \text{сечение в пике резонанса } E_0, \text{ для } T=0, \\ \Gamma_\gamma \text{ и } \Gamma - \text{радиационная и полная полуширины,} \\ \text{соответственно,}$$

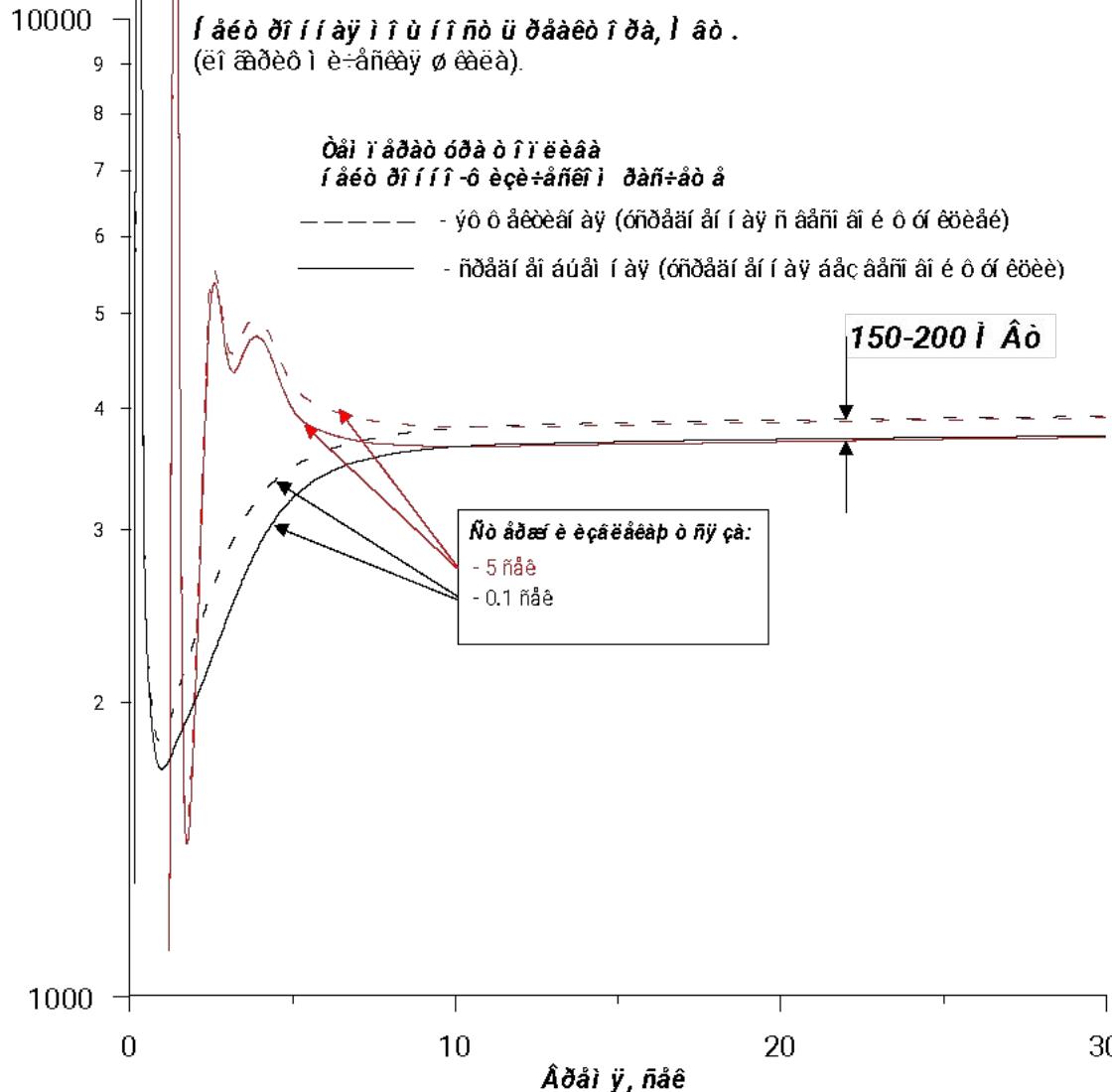
$$\Psi(\Theta, x) = \frac{\Theta}{2\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\exp[-\Theta^2 \cdot (x - y)^2 / 4]}{1 + y^2} dy \quad x = 2 \cdot (E - E_0) / \Gamma,$$

$$\Theta = \Gamma / \left(\frac{4 \cdot k \cdot E \cdot T}{A} \right)^{1/2}$$

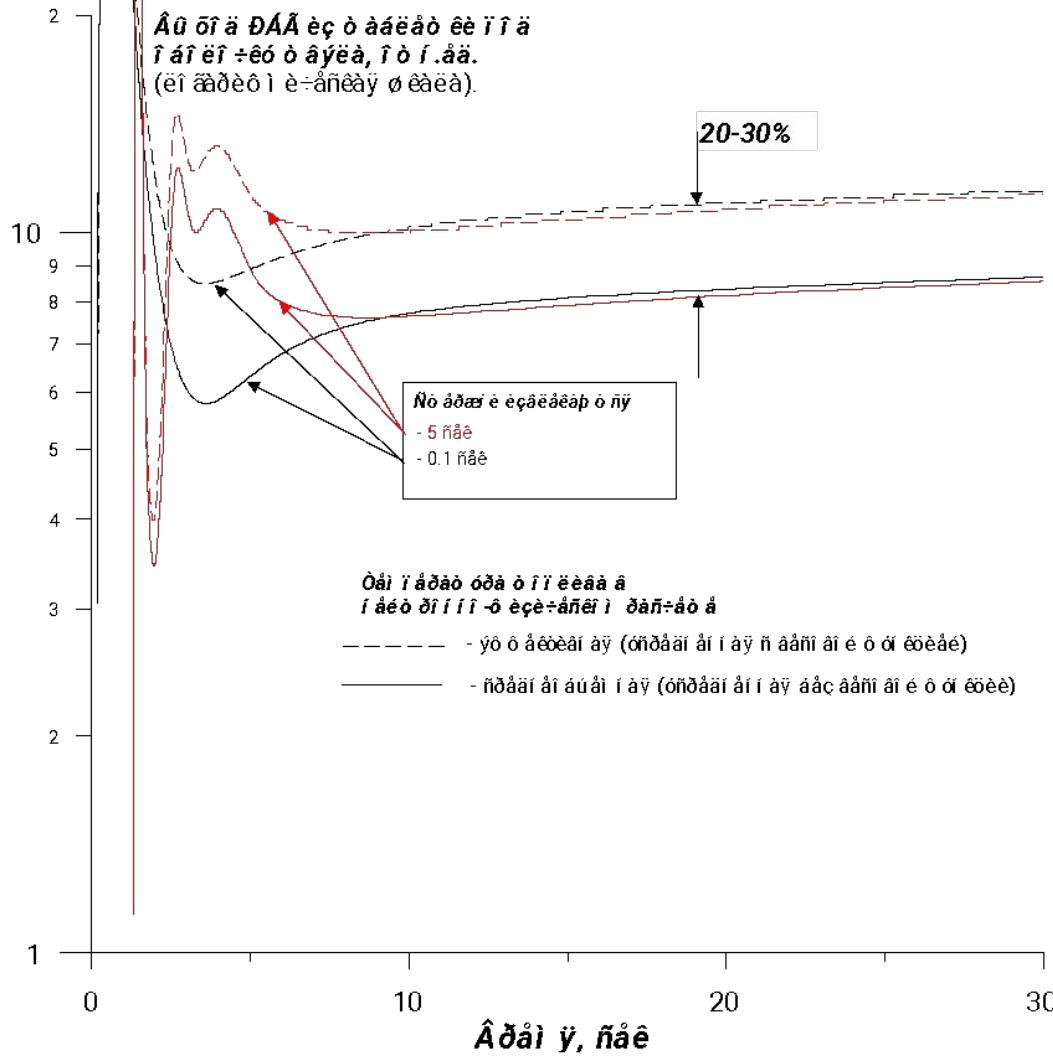
– отношение полной полуширины резонанса к Доплеровской ширине.



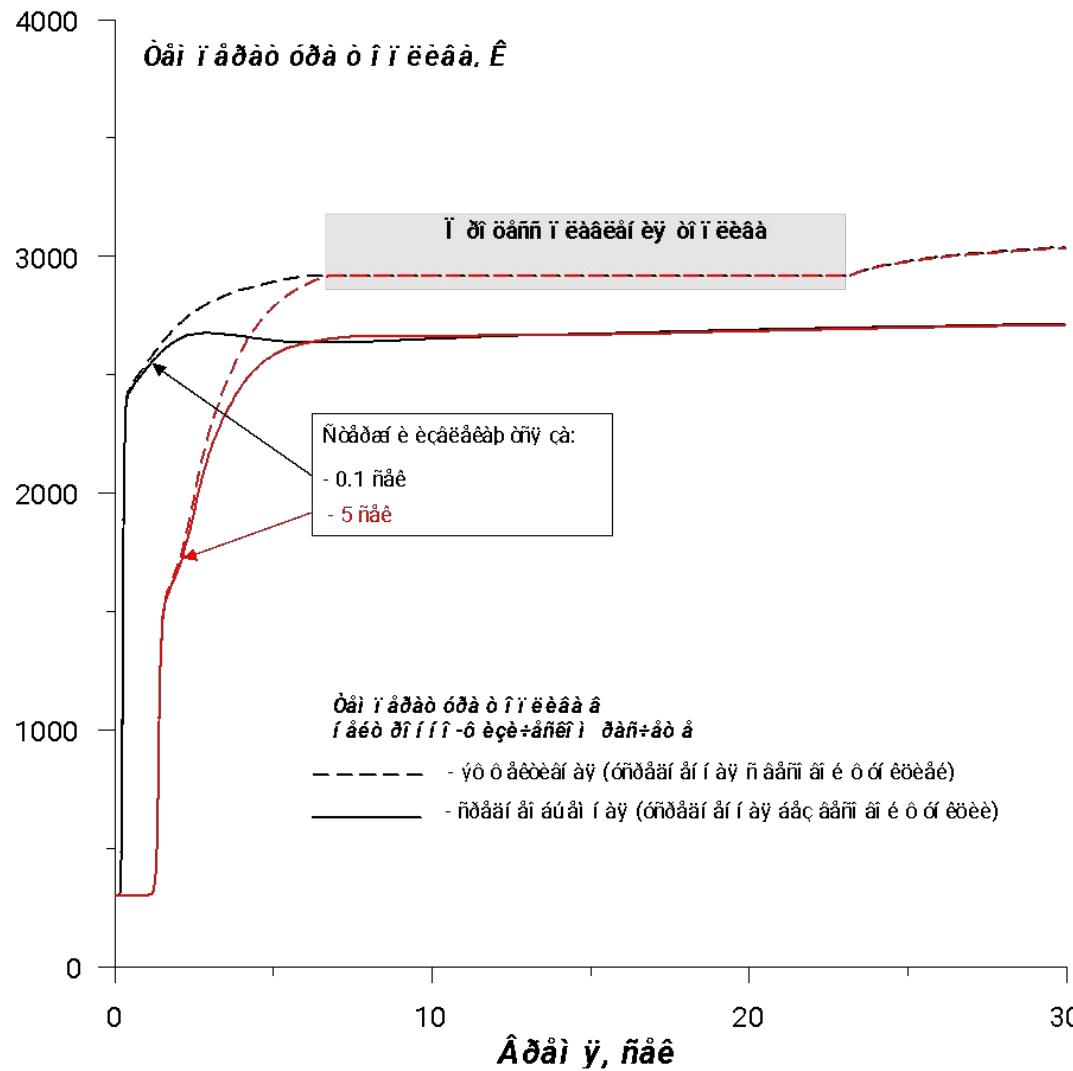
Ðeñ. 5.1. È cí áí áí èå á àâàððéí î i i ðí öâññâ i àéñèi àëüí i é ðái i áðàòððû õi i ééâà á öái ððå ðâýéà i àði ay ù áññ ïy i à i ñè àéððæfí i é cí i û á i áéñððe i àéñèi àëüí i ãi yí ãðði áû áððæfí èý i ðð ðàçðé-í û ð ñéi ðí ñðýð áâi áà i i ëi aéððæfí i é ðððæfí áí i ñðð e i ðð ððcí û ð ñi i ñi áào i i éó-áí èý i aéðði i i -ô èçè÷âñêi é ðái i áðàòððû ð i i ééâà.



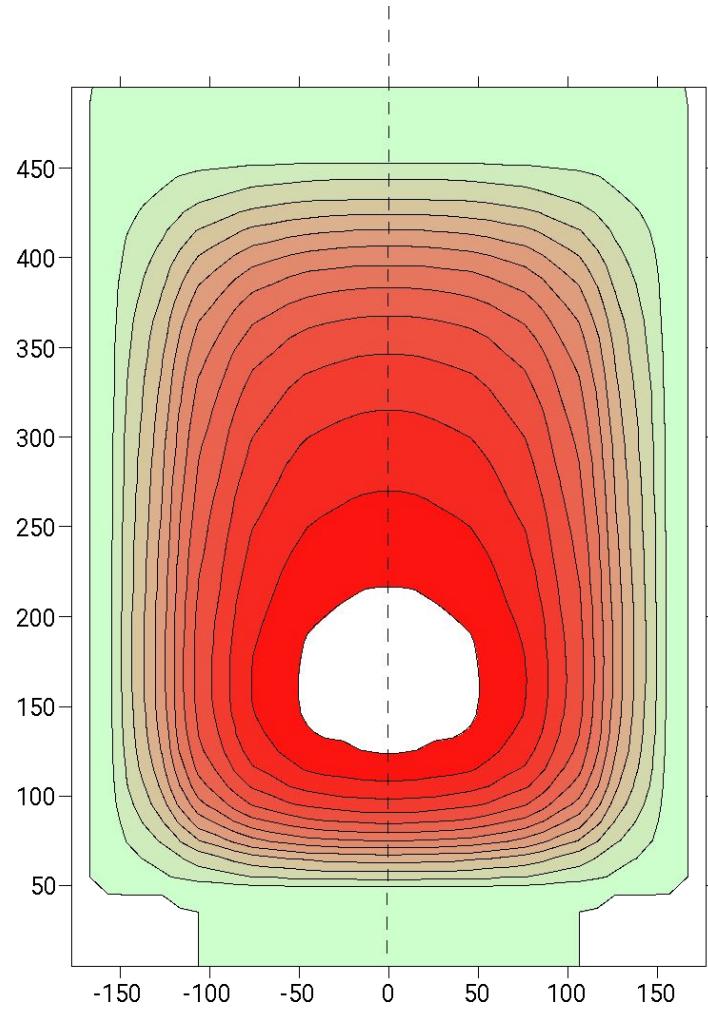
ðèñ. 5.2. È çì áí áí èå á ååàðèéí i i ðí öåññå i åéððí i i i é i i ú i i nòè
 ðåàêò i ðà i ðè ðàçéè-í u õ ñéí ðí ñòýõ ååí äà i i i éé åéððí i i i
 ðåàêòéåí i nòè è i ðè ðàçí u õ ní i ní áåð i i eó-åí èý i åéððí i i i
 ô èçè-åññéí é ðái i åðàòóðû ðí i ééâà.



Đèñ. 5.3. È cì ái ái èå á àààòðééí 11 ò ðí òåññå áû õi àá ðàáèéí àéðééí ú õ áéëäñ ðí áí ú õ àáçí á (ĐÁÃ) èç ðàáééåðéé í 11 á i ái èí -éó ðáýéá í ðè ðàçéè -í ú õ ñéí ðí ñòýö áâi àá í 11 èé ðåééüí í é ðåàéðééí 1 ñòè è í ðè ðàçí ú õ ñí 1 ñí ááð 1 1 èó -áí èý í áéððí 1 1 - ð èçé -áññéí é ðái - í áåðåòðû õi í èéåå.



Đèñ. 5.4. È cì ái ái èå à àâàðèéí i i I ði öâññ i àéñèi àëüí i é òâi i âðàò òðû ò i ëèâà à òâi òðà òâýéà i àði àyù àññi ñy i à i ñè àéðèæí i é cì i û à i áéàñòe i àéñèi àëüí i ãi yí àðñi àû àâææí èy i ðe ðâçèé- ù õ ñei ði ñòyô àâi àa i i ei aëðæüí i é ðââæðèâi i ñòe è i ðe ðâqí û õ ñi i ñi áâo i i ëó-âi èy i àéðòi i i -o èçè÷âññi é òâi i âðàò òðû ò i ëèâà.



Đèñ. 5.5. Ôâì ï åðàòóðí î à ñî ñòí ýí è á àêðèáí î é çí ú ê 24
ñåééóí äå àâàðééí î ãí ï ðî öåññà. Áåéí å ï ýøí î à
í èæí áé ï í ëí áèí å àêðèáí î é çí ú óéàçû áàåò
î áéäññöü äääå å òåýëàö äî ñòèäí óóà ôâì ï åðàòóðà
ï èååééí è ý U O₂.