

# Jaderná energetika (JE)

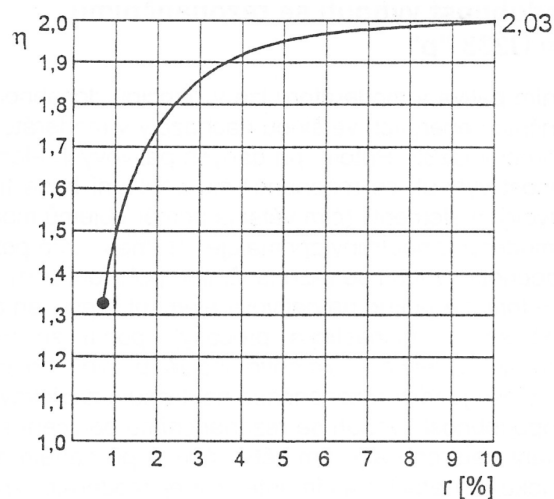
Pavel Zácha  
2015-02

## 4. Bilance neutronů v reaktoru s moderátorem

### 4.1 Popis základních fyzikálních jevů

$\eta$  – regenerační faktor paliva – počet vzniklých štěpných n. připadajících na 1 n. pohlcený v palivu

$$\eta = \frac{\Sigma_f}{\Sigma_a} \cdot \nu \quad (\text{pravděpodobnost štěpení a výtěžnost neutronů ze štěpení})$$



Obr 4.2. Závislost regeneračního faktoru paliva  $\eta$  na obohacení ( $r$ )

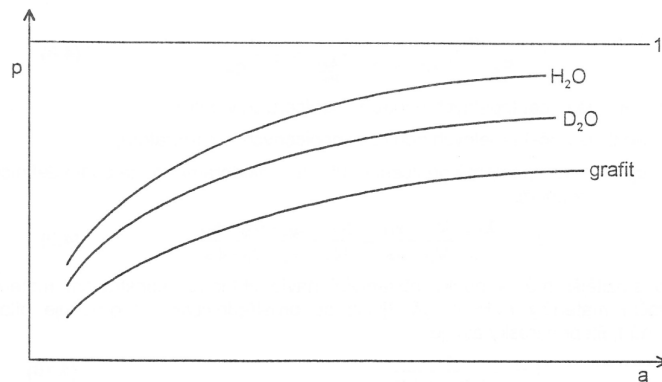
## 4.1 Popis základních fyzikálních jevů

$\epsilon$  – multiplikační faktor rychlých neutronů

$$\epsilon = \frac{\text{celkový počet štěpných n. uvolněných při štěpení n. všech energií}}{\text{počet n. uvolněných při štěpení tepelnými n.}}$$

$p$  – pravděpodobnost vyhnutí se rezonančnímu zachycení

$$p = \frac{\text{počet rychlých n. neabsorbovaných při zpomalování}}{\text{celkový počet rychlých n.}}$$

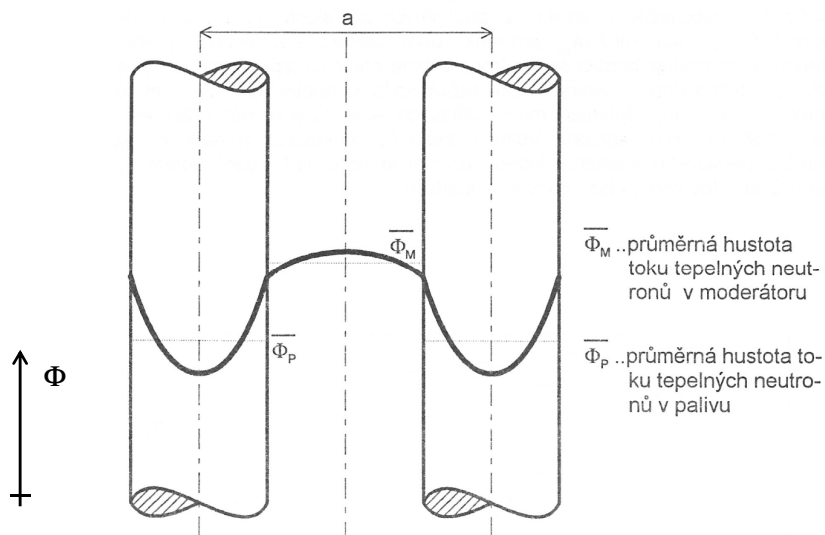


Obr 4.3. Orientační závislost vyhnutí se rezonančnímu pohlcení na rozteči mříže a na druhu moderátoru (pro daný palivový element resp. článek)

## 4.1 Popis základních fyzikálních jevů

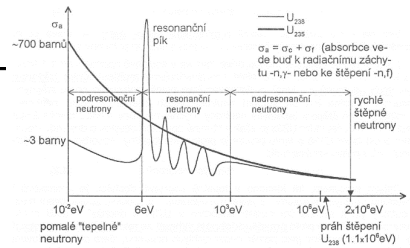
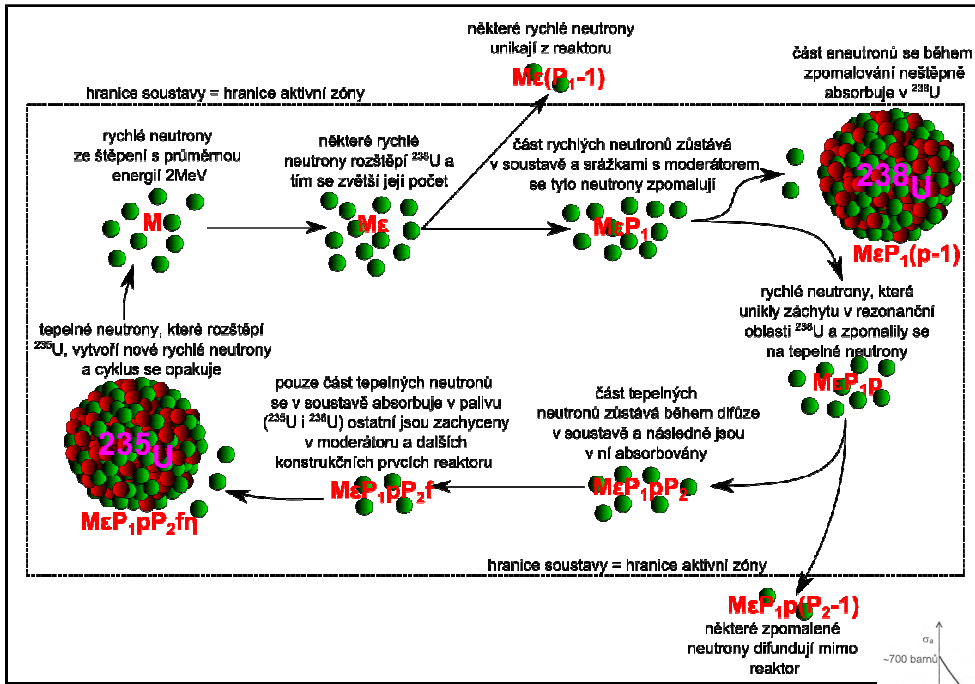
$f$  – součinitel tepelných neutronů

$$f = \frac{\text{počet tepelných n. pohlcených v palivu}}{\text{celkový počet pohlcených tepelných n.}}$$

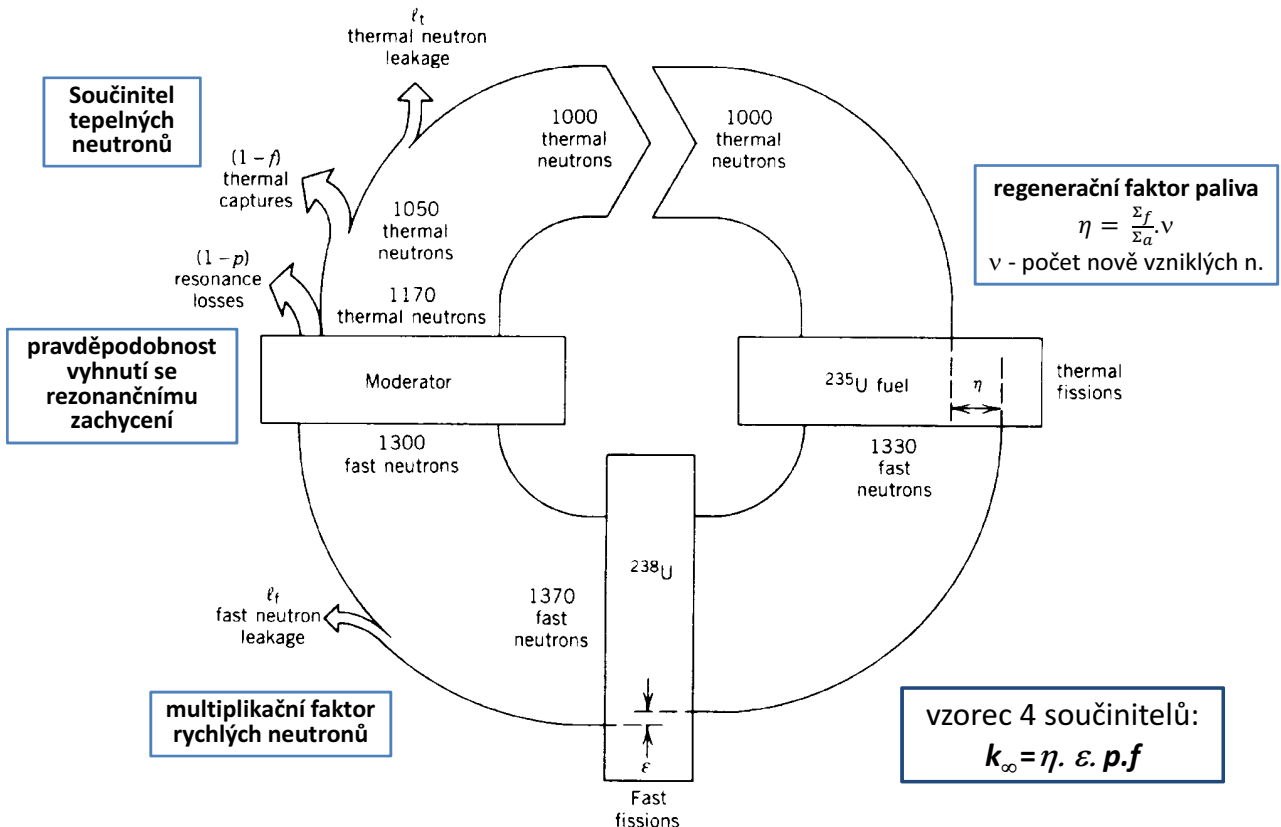


Obr. 4.4. Průběh hustoty toku tepelných neutronů v buňce heterogenního reaktoru

## 4.2 Cyklus neutronu v tepelném jaderném reaktoru



## 4.2 Cyklus neutronu v tepelném jaderném reaktoru



## 4.3 Vzorec 4 součinitelů

$k_{\infty}$  – multiplikační faktor pro nekonečně velký reaktor

$$k_{\infty} = \eta \cdot \epsilon \cdot p \cdot f \quad - \text{vzorec 4 součinitelů}$$

Typický tlakový vodní reaktor:

$$\eta \approx 1,65 \quad \epsilon \approx 1,02 \quad p \approx 0,87 \quad f \approx 0,71 \quad k_{\infty} \approx 1,04$$

Grafitem moderovaný reaktor na přírodní uran:

– homogenně v grafitu:

$$\eta \approx 1,33 \quad \epsilon \approx 1,05 \quad p \approx 0,7 \quad f \approx 0,9 \quad k_{\infty} \approx 0,88$$

– v nehomogenní AZ, lze v dosáhnout až:

$$p \approx 0,9 \quad \dots \quad k_{\infty} \approx 1,13$$

$k_{\text{ef}}$  – efektivní multiplikační faktor – pro reálný reaktor s únikem neutronů

$$k_{\text{ef}} = k_{\infty} \cdot P$$

$P$  - lze ovlivnit změnou velikostí AZ, resp. vhodnou volbou moderátoru (migrační délka)

Typický tlakový vodní reaktor:

$$P \approx 0,97 \text{ (rychlé n.)} \quad P \approx 0,99 \text{ (tepelné n.)} \Rightarrow k_{\text{ef}} \approx 1,00$$

⇒ kritičnost reaktoru

## 4. Bilance neutronů v reaktoru s moderátorem výstupy z kapitoly

### Bilance neutronů

- 4 součinitele – respektují zákon zachování neutronů: vznik – zánik – únik = 0 (pro  $k=1$ )  
=> parazitní pohlcení a únik neutronů musí být vyrovnáno počtem neutronů nově vzniklých
- záchyt neutronů při zpomalování silně závisí na schopnosti moderátoru

### Multiplikační faktor

- vzorec 4 součinitelů
- na velikosti aktivní zóny opravdu záleží

### Přírodní uran jako palivo

- při homogenním uspořádání lze zkonstruovat kritický reaktor s přírodním uranem pouze s moderátorem  $D_2O$
- v případě heterogenního uspořádání AZ lze použít jako moderátor  $D_2O$  nebo C

# 5. Kritičnost reaktoru

## 5.1 Život neutronu v aktivní zóně

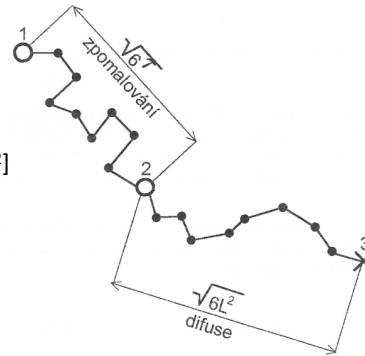
– definována požadavkem:  $k_{ef} = k_{\infty} P$  ... podmínka zachování běhu štěpné řetězové reakce

⇒ **neutronová teorie jaderných reaktorů**

- kritické rozměry reaktoru
- potřebné obohacení paliva
- uspořádání AZ

**Výchozí rovnice:**

- zákon zachování neutronů
- teorie zpomalování a difúze neutronů
  - $B^2$  – geometrický parametr reaktoru [ $m^{-2}$ ]
  - $\tau_T$  – stáří tepelných neutronů [ $m^2$ ]
  - $L^2$  – čtverec difúzní délky [ $m^2$ ]

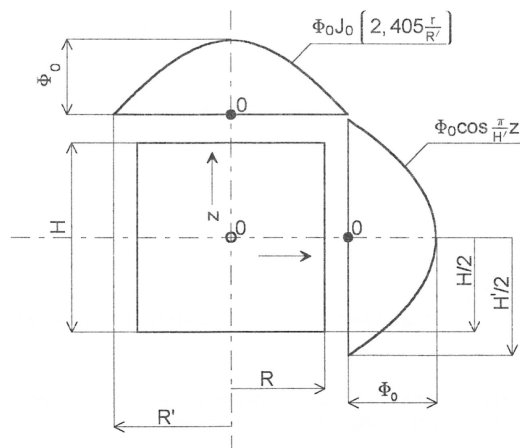


- 1- místo vzniku štěpného neutronu
- 2- místo vzniku tepelného neutronu
- mezi bodem 1 a 2 probíhá zpomalování pružnými srážkami
- 3- místo zániku (absorbce) neutronu
- mezi body 2 a 3 probíhá difúze
- místa srážek

Obr. 5.1. Pohyb neutronu od místa vzniku (štěpením) až do místa pohlcení

## 5.2 Rozložení hustoty toku neutronů v AZ válcového reaktoru

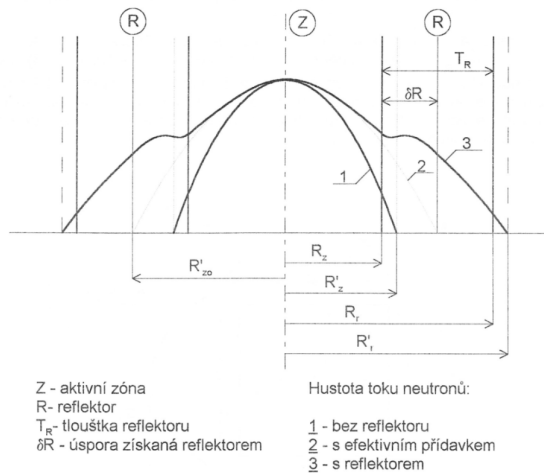
- sinusoida po výšce; Besselova funkce po poloměru => silně nerovnoměrné rozložení
- neutrony se pohybují i mimo AZ (extrapolované rozměry  $H'$ ,  $R'$ )
- hustota toku neutronů je přímo úměrná výkonu => teorie horkého kanálu



Obr. 5.3. Rozložení hustoty toku tepelných neutronů v aktivní zóně válcového reaktoru bez reflektoru

## 5.3 Rozložení hustoty toku neutronů v AZ válcového reaktoru s bočním reflektorem

- reflektor vrací neutrony zpět do soustavy – snižuje pravděpodobnost úniku → zvyšuje  $k_{ef}$
- uspoří materiály AZ
- změní rozložení výkonu v AZ a lépe jej vyrovná
- chrání reaktorovou nádobu před zářením



Obr. 5.4. Radiální rozložení hustoty toku tepelných neutronů ve válcovém reaktoru bez reflektoru a s reflektorem

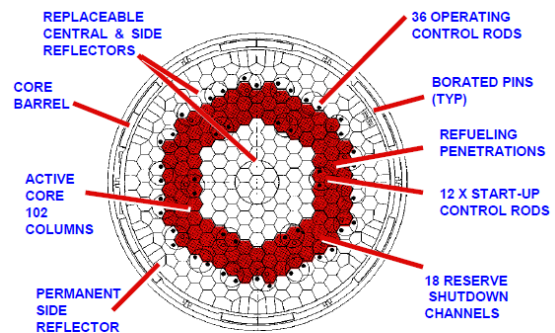


Figure 6. GT-MHR Annular Core

## 5.4 Uspořádání palivových souborů v AZ

- silně ovlivňuje průběh hustoty toku neutronů v reaktoru
- existují 2 metody:

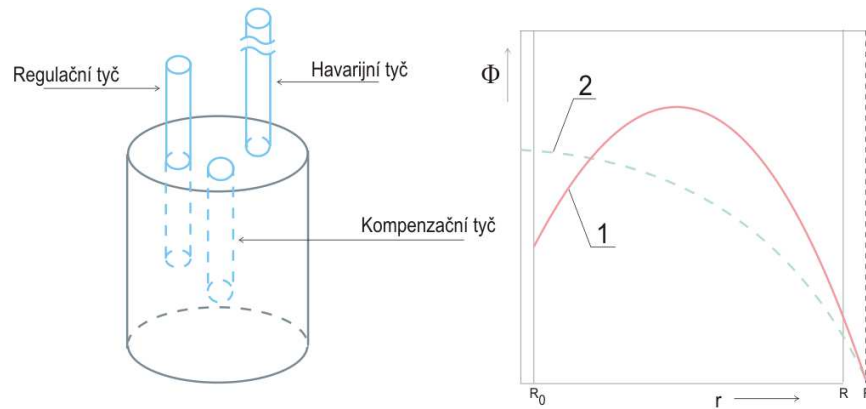
- out-in** - čerstvé palivo se zavází na okraj AZ; vyhořelé palivo se posouvá do středu  
(+) rovnoměrnější rozložení neutronového toku (a výkonu)  
(-) zvýšený únik neutronů z AZ => vyšší radiační zatížení reaktorové nádoby (křehnutí)
- in-out** - čerstvé palivo se zavází více do středu AZ; nejvíce vyhořelé palivo na okraj  
(+) zvýšeno využití paliva;  
(+) omezen únik neutronů z reaktoru => zvýšení životnosti reaktorové nádoby  
(-) méně rovnoměrné rozložení neutronového toku  
(-) vyšší nároky na výpočet palivové vsázky

Vzhledem ke snaze prodlužovat životnost elektrárny se v dnešní době více preferuje metoda **in-out**

## 5.5 Vliv řídících tyčí na hustotu toku neutronů

– průběh hustoty toku neutronů

1. se zasunutou tyčí
2. bez tyče



## 5. Kritičnost reaktoru

### výstupy z kapitoly

#### Zpomalování a difúze neutronů

- jak rychle se neutron zpomaluje záleží zejména na moderátoru
- jak daleko neutron doletí výrazně ovlivňuje velikost aktivní zóny

#### Hustota toku neutronů

- v holém válcovém reaktoru je výrazně nerovnoměrná
- částečně se vyrovnává reflektorem (moderátor)
- silně závisí na rozložení různě obohacených palivových souborů v aktivní zóně

# 6. Základy reaktorové kinetiky

## 6.1 Počet neutronů v čase

Změna počtu neutronů během jedné generace:

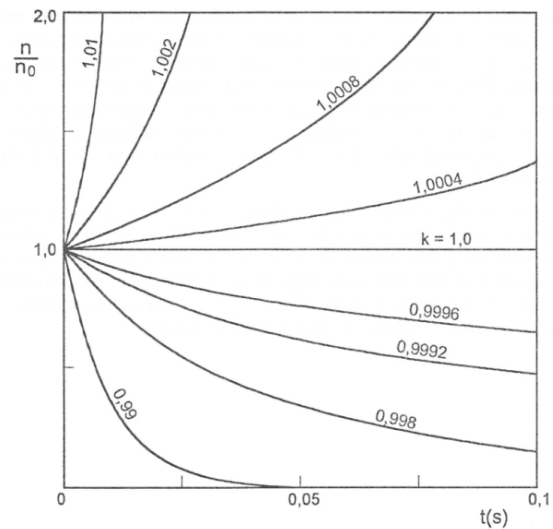
$$\frac{dn}{dt} = \frac{n(k_{ef} - 1)}{l}$$

Pokud  $k_{ef} \neq f(t)$ , tak pro skokovou změnu  $k_{ef}$  platí exponenciální funkce:

$$n = n_0 \cdot e^{\frac{k_{ef}-1}{l} \cdot t}$$

$n$  – hustota počtu n. v AZ [ $1/m^3$ ]

$l$  – střední doba života 1 generace n. [ $1/s$ ]



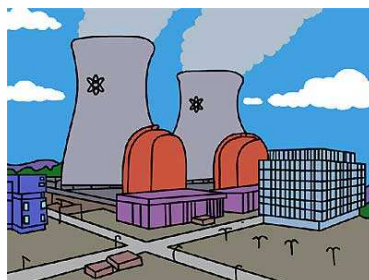
Obr. 6.1. Časový průběh hustoty počtu neutronů při skokové změně multiplikačního koeficientu  $k$  ( $l_0 = 5 \times 10^{-4}$  s)

## 6.2 Reaktivita

Reaktivita je odklon reaktoru od kritického stavu

$$\rho = \frac{k_{ef} - 1}{k_{ef}}$$

- kritický ( $\rho = 0$ ) - počet neutronů v reakci je ustálený, reakce se udržuje samočinně
- podkritický ( $\rho < 0$ ) - počet neutronů v řetězové reakci klesá, reakce se nemůže sama udržet
- nadkritický ( $\rho > 0$ ) - reakce je divergentní, počet neutronů exponenciálně roste





## 6.3 Perioda reaktoru

- rychlost rozvoje řetězové reakce / rychlost změny hustoty toku neutronů
- udává dobu, za kterou se výkon reaktoru změní e-krát

$$\frac{k_{\text{ef}} - 1}{\lambda} \cdot T = 1 \Rightarrow T = \frac{\lambda}{k_{\text{ef}} - 1}$$

### Okamžité neutrony

- vznikají během štěpení
- cca 99,3 % z celkového počtu

$$l_o \approx 10^{-5} \text{ až } 10^{-4} \text{ s}$$

### Zpožděné neutrony

- vznikají během rozpadu štěpných produktů
- cca 0,7 % z celkového počtu (cca 0,5 % <0,1; minuty>)

$$\bar{l} = l_o \cdot (1 - \beta) + \sum_i \beta_i \cdot \tau_i \approx 10^{-1} \text{ s}$$

<sup>235</sup> U		<sup>239</sup> Pu	
$\tau_i$ (s)	$\beta_i$	$\tau_i$ (s)	$\beta_i$
0,258	0,000168	0,312	0,000073
0,715	0,000824	0,793	0,000216
3,22	0,00263	3,02	0,000687
8,65	0,00121	7,50	0,000452
31,5	0,00137	32,2	0,000584
78,7	0,000246	77,5	0,000080
$\Sigma \beta_i$	0,006448	$\Sigma \beta_i$	0,002092

neutrony	podíl [%]	doba života l [s]	k = 1,001	
			perioda T [s]	výkon za 1 s
okamžité	99,3	0,0001	0,1	$e^{10} \cdot P_0 \approx 20000 P_0$
zpožděné	0,7	0,1	100	$e^{10} \cdot P_0 \approx 1,01 P_0$

=> díky zpožděným neutronům lze provádět změny výkonu s rychlostí odpovídající době života zpožděných neutronů (minuty) a nikoliv okamžitých (desetitisíciny vteřiny), kdy reaktor není říditelný

## 6. Základy reaktorové kinetiky

### výstupy z kapitoly

#### Neutrony v čase

- hustota toku neutronů v čase je exponenciální
- neplést neutrony okamžité vs. zpožděné a rychlé vs. tepelné (pomalé)
- reaktivita – definici znát i ve 3 ráno těsně po probuzení...
- zpožděné neutrony – alfa a omega schopnosti řízení reaktoru