

Radiologická fyzika a radiobiologie

11. přednáška



Časová střední hodnota

- Z různých důvodů není zajímavá a mnohdy ani dobře měřitelná okamžitá hodnota fyzikální veličiny $F(t)$, ale její střední hodnota za dobu T , tj.

$$\langle F \rangle_T = \frac{1}{T} \int_0^T F(t) dt$$

Časová střední hodnota

- Tato doba bývá někdy velmi dlouhá (čekáme, až se nějaký jev ustálí a nezajímá nás přechodový jev). Pro veličinu s periodou $\omega=2\pi f$ je touto dobou perioda $T=1/f$

$$F\left(t + \frac{1}{f}\right) = F(t), \quad \langle F \rangle = f \int_0^{1/f} F(t) dt$$

Časová střední hodnota

$$\int \sin x dx = -\cos x + C$$

$$E = mc^2$$

$$E = mc^2$$

$$\begin{aligned} \int \sin^2 x dx &= \int \frac{1}{2}(1 - \cos 2x)dx \\ &= \frac{1}{2} \int (1 - \cos 2x)dx \\ &= \frac{1}{2} \left(x - \frac{1}{2} \sin 2x \right) + C \\ &= \frac{x}{2} - \frac{1}{4} \sin 2x + C. \end{aligned}$$

Akustická energie

- Dochází k přelévání energie mezi kinetickou a potenciální složkou. Platí zákon zachování energie.
- Kinetická energie:

$$\Delta E_k = \frac{1}{2} \boxed{\Delta m} \boxed{v_a^2} = \frac{1}{2} \rho S \Delta x \boxed{(\omega u_m)^2}$$

$$v_a = \frac{\partial u}{\partial t} = -\omega u_m \cos(kx - \omega t) \rightarrow \boxed{v_{am} = \omega u_m}$$

v_a akustická rychlosť (rychlosť výchylky častice)

u_m amplituda výchylky častice

Akustická energie

- Potenciální energie je rovna práci potřebné ke změně objemu elementu vzduchu:

$$\Delta E_p = - \int_0^{\varepsilon} p S \cdot \Delta x d\varepsilon = -S \Delta x \int_0^{\varepsilon} (p_0 + p_a) d\varepsilon$$

↑ ↑
 Síla F $\Delta u = \Delta x \varepsilon; \quad \varepsilon \dots \text{deformace}$

- Vzhledem ke stavové rovnici a rovnici kontinuity je $p_a = c^2 \rho_a = -\rho_0 c^2 \varepsilon$, dostáváme:

viz odvození vlnové rovnice: $c^2 = \left(\frac{dp}{d\rho}\right)_0$ a $\rho_a \approx -\rho_0 \frac{\partial u}{\partial x}$

$$\Delta E_a = -S \Delta x \int_0^{\varepsilon} (p_0 - \rho_0 c^2 \varepsilon) d\varepsilon = S \Delta x \left(-p_0 \varepsilon + \frac{1}{2} \rho_0 c^2 \varepsilon^2 \right)$$

Akustická energie

- Definujeme objemovou hustotu akustické energie:

Za předpokladu: $v_a = \mp c\varepsilon$; $\varepsilon = \frac{\partial u}{\partial x}$... deformace

$$w_a = \frac{\Delta E_k + \Delta E_p}{\Delta V} = \frac{p_0 p_a}{Zc} + \frac{1}{2} \rho_0 \left(v_a^2 + \frac{p_a^2}{Z^2} \right)$$

- Protože pro postupnou vlnu platí $p_a = \pm Zv_a$, dostáváme:

Ohmův zákon akustiky

$$w_a = \frac{p_0 p_a}{Zc} + \rho_0 v_a^2$$

- Bez odvození

Akustická energie

- První člen osciluje a má nulovou střední hodnotu $\langle p_a \rangle = 0$, proto je střední hodnota akustické energie rovna:

$$\langle w_a \rangle = \rho_0 \langle v_a^2 \rangle$$

- Výkon vlny: $\Delta E_k = \frac{1}{2} m v_a^2$ $\Delta x = c \Delta t$

$$\bar{P} = \frac{\Delta E}{\Delta t} = \frac{1}{2} \rho S c (\omega u_m)^2$$

$\rho c = Z$... akustická impedance

Akustická impedance

$$Z = \rho c \quad p_a = \pm Z v_a$$

- Jednotkou akustické impedance je rayleigh:
1 Rayl = 1 kg.m⁻²s⁻¹.

prostředí	$10^3 \rho$ [kg m ⁻³]	c [m s ⁻¹]	10^6 [Rayl]
vzduch	0,0012	330	0,0004
voda	1	1430	1,43
měkká tkáň	1,1	1540	1,69
játra	1,05	1570	1,65
tuk	0,95	1450	1,38
kost	1,91	4080	7,8

Akustická intenzita

- Důležitější než energie je výkon a intenzita akustické vlny. **Akustický výkon** je definován jako množství akustické energie, která projde jednotkou plochy za jednotku času. **Akustická intenzita** je definována jako výkon vlny vztažený na jednotkovou plochu kolmou na směr šíření vlny:

$$v_a^2$$

$$I_a = \frac{P}{S_{\perp}} = \frac{P}{S \cos \theta} = \frac{1}{2} \cancel{\rho c} \boxed{(\omega u_m)^2}$$

- Úhel θ je úhel mezi směrem šíření vlny a normálou plochy.

Akustická intenzita

- Výkon vlny je součin tlakové síly a akustické rychlosti:

$$P = pSv_a = (p_0 + p_a)Sv_a$$

$$v_a = \frac{\partial u}{\partial t}$$

- Dostáváme:

$$I_a = \frac{P}{S} = p_0 v_a + p_a v_a$$

Akustická intenzita

- Protože pro postupnou vlnu platí $p_a = \pm Zv_a$, dostaváme:

$$I_a = p_0 v_a \pm Zv_a^2 = p_0 v_a \pm \frac{p_a^2}{Z}$$

- Příspěvek prvního členu k průměrné intenzitě je prakticky nulový, protože akustická rychlosť osciluje okolo nuly. Zůstává pouze druhý člen:

$$\langle I_a \rangle = \langle p_a v_a \rangle = \pm \langle Zv_a^2 \rangle = \pm \frac{\langle p_a^2 \rangle}{Z}$$

Akustická intenzita

- Speciálně pro harmonickou vlnu $u = A \cos(\omega t - kx)$ vychází:

$$\langle w_a \rangle = \frac{1}{2} \rho_0 v_{max}^2 \quad \langle I_a \rangle = \frac{1}{2} Z v_{max}^2 = \frac{p_{max}^2}{2Z}$$

kde $v_{max} = \omega A$ a $p_{max} = Z v_{max} = \omega A Z$.

- Pokud zavedeme efektivní veličiny

$$p_{ef} = \frac{p_{max}}{\sqrt{2}} \quad v_{ef} = \frac{v_{max}}{\sqrt{2}}$$

- Dostáváme $p_{ef} = Z v_{ef}$ a tedy:

$$I_{av} = v_{ef}^2 \quad I_{av} = \frac{p_{ef}^2}{Z}$$

Odraz a průchod zvuku rozhraním

- Vlna se na rozhraní dvou prostředí částečně odráží a částečně prochází do druhého prostředí.
- Musí platit zákon zachování energie.
- Zjednodušeně (v – akustická rychlosť dopadající vlny, v_R – odražené vlny, v_T – prošlé vlny):

$$v_1 = v \left(t - \frac{x}{c_1} \right) + v_R \left(t + \frac{x}{c_1} \right)$$

$$v_2 = v_T \left(t - \frac{x}{c_2} \right)$$

Odraz a průchod zvuku rozhraním

- K řešení je nutné splnit podmínky spojitosti na rozhraní. Na obou stranách rozhraní musí být stejná akustická rychlosť vlny a stejný tlak: $v_1 = v_2$ a $p_1 = p_2$ (plyne z rovnice kontinuity a pohybové rovnice):

$$v(t) + v_R(t) = v_T(t)$$

$$Z_1 v(t) - Z_1 v_R(t) = Z_2 v_T(t)$$

p

p_R

p_T

Odraz a průchod zvuku rozhraním

- Z předchozích rovnic snadno dostaneme:

$$v_R(t) = \boxed{r} v(t) \quad v_T(t) = \boxed{t} v(t)$$

$$\boxed{r = \frac{Z_1 - Z_2}{Z_1 + Z_2}}$$

$$\boxed{t = \frac{2Z_1}{Z_1 + Z_2}}$$

- Koeficienty odrazivosti a propustnosti. Platí:

$$-1 \leq r \leq 1 \text{ a } 0 \leq t \leq 2$$

Odraz a průchod zvuku rozhraním

- Při odrazu zvuku na rozhraní látky s vyšší akustickou impedancí dochází ke změně polarity (fáze) vlny. Při odrazu na rozhraní látky s menší akustickou impedancí se fáze ani polarita odražené vlny nemění.
- Např. pro rozhraní vzduch/voda je $r \sim -0,9995$ a $t \sim 0,0005$.

Odrazivost a průchodnost

- Propustnost (platí $v_T = tv$):

$$T = \frac{I_T}{I} = \frac{Z_2 v_T^2}{Z_1 v^2} = \frac{Z_2}{Z_1} t^2 = \frac{4 Z_1 Z_2}{(Z_1 + Z_2)^2}$$

- Odrazivost (platí $v_R = rv$):

$$R = \frac{I_R}{I} = \frac{Z_1 v_R^2}{Z_1 v^2} = r^2 = \left(\frac{Z_1 - Z_2}{Z_1 + Z_2} \right)^2$$

Odrazivost a průchodnost

- Platí $0 \leq R \leq 1$ a $0 \leq T \leq 1$ a také zákon zachování energie:

$$I_R + I_T = I \quad \rightarrow \quad R + T = 1$$

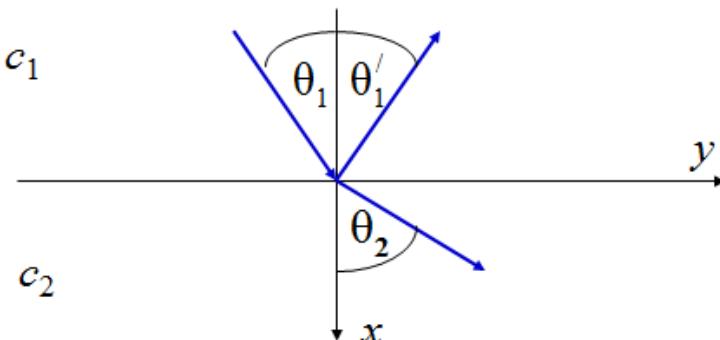
- Jsou-li akustické impedance příliš odlišné, většina energie se odrazí. Jsou-li podobné, většina energie prochází.

Odráživost a průchodnost

- Při šikmém dopadu na rozhraní platí zákony odrazu a lomu:

$$\alpha_1 = \alpha'_1 \quad \text{a} \quad \frac{\sin \alpha_1}{c_1} = \frac{\sin \alpha_2}{c_2}$$

- Podle těchto zákonů je možné zvuk fokusovat do jediného bodu podobně jako světlo.



Intenzita a hlasitost zvuku

- Intenzita vlny je dána její amplitudou. Vztah mezi amplitudou akustického tlaku a amplitudou rychlosti vlny je dán Ohmovým zákonem. Pro efektivní hodnoty platí:

$$p_{ef} = Zv_{ef} = \rho cv_{ef}$$

- Hustota akustické energie: $w_a = \rho v_{ef}^2$ [J/m³]
- Akustická intenzita: $I_a = Zv_{ef}^2 = \frac{p_{ef}^2}{Z} = w_a c$ [W/m²]
(Pro běžné zvuky platí: $I_a \approx 10^{-12} - 10^2$ W/m²)

Intenzita a hlasitost zvuku

- Akustický výkon prošlý plochou S skloněnou o úhel θ vůči směru akustické vlny:

$$P = I_a S \cos \theta$$

- Celkový výkon je integrací přes plochu:

$$P = \oint I_a dS$$

- Pro kulovou plochu okolo bodového zářiče:

$$I_a = \frac{P}{4\pi r^2}$$

- Intenzita klesá se druhou mocninou vzdálenosti od zdroje

Hladina akustické intenzity

- Interval hodnot akustické intenzity je velmi široký, proto je pro její popis vhodné použít logaritmické měřítko. Lidské smysly reagují na podněty také logaritmicky. Tato zákonitost se označuje jako **Weber-Fechnerův zákon**.
- Psychofyziologickou mírou intenzity zvuku je hlasitost. Nejbližší veličinou k ní je **hladina akustické intenzity**.

Hladina akustické intenzity

- Hladina akustické intenzity se definuje:

$$L_a = 10 \log \frac{I_a}{I_0} \quad I_0 = 10^{-12} \text{ W/m}^2$$

- I_0 je prahová intenzita slyšení lidského ucha při 1 kHz. Odpovídající prahová hodnota akustického tlaku je $p_a = \sqrt{\rho c I_0} \approx 2 \cdot 10^{-5}$ Pa.
- Rozsah slyšení je 10^{-12} až 10^2 W/m^2 , tj. 0 až 140 dB. Lidského ucho dokáže rozlišit rozdíl hladiny asi 1 dB. V oblasti středních intenzit je ucho ještě citlivější. Celkově dokážeme rozpoznat až 325 stupňů intenzity zvuku.

Hladina akustické intenzity

- Zatímco akustická intenzita je objektivní hodnota, hlasitost je hodnota subjektivní. Zavádíme hladinu hlasitosti zvuku při dané frekvenci. Jednotkou je fón Ph:

$$L(f) = L_a \quad (f = 1 \text{ kHz})$$

- Hladina intenzity a hladina hlasitosti mají stejné hodnoty pro frekvenci $f=1 \text{ kHz}$.
- Křivky stejné hlasitosti ($L=\text{konst.}$) označujeme jako izofóny.

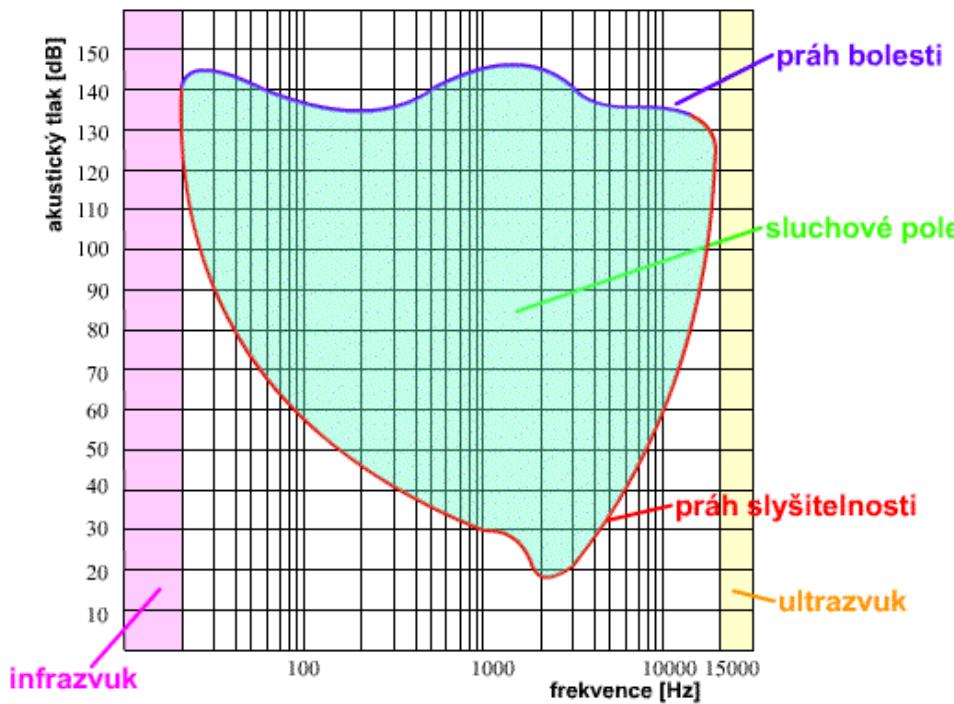
Hladina akustické intenzity

- Jednotka hlasitosti (N) je definována ako hlasitosť hladiny zvuku 40 Ph.
- Platí, že zvuk silnejší o 10 Ph je 2x hlasitejší:

$$N = 2^{(L-40)/10}$$

Citlivost lidského ucha

- Sluchové pole – je rozsah intenzit zvuků při různých frekvencích, které vnímá sluchem daná osoba. Zdola je sluchové pole omezeno prahem slyšitelnosti a shora prahem bolesti.



Absorpce

- Zvukové vlnění je při šíření prostředím částečně absorbováno. Pro pokles intenzity můžeme psát exponenciální zákon – pokles intenzity je úměrný dráze, kterou paprsek vlnění prochází

$$dI(x) = -\mu dx \quad \rightarrow \quad I(x) = I_0 e^{-\mu x}$$

x je tloušťka prostředí, μ je koeficient absorpce

- Koeficient absorpce je úměrný frekvenci vlnění: $\mu \sim f^2$.
- Příčinou absorpce je přeměna energie

Absorpce

- U zvuku je obvyklé charakterizovat útlum nikoliv lineárním koeficientem útlumu s rozměrem [m^{-1}], ale koeficientem s rozměrem [$\text{dB} \cdot m^{-1}$]. Logaritmováním zákona absorpce dostaváme:

Absorpcce

$$E_k = \frac{1}{2}mv^2$$

$$2 \operatorname{tg} \varphi_B = \frac{\omega_2}{\omega_1} = \omega_{21}$$

$$\rho V = nRT$$

$$\vec{\psi} = \iint \vec{B} d\vec{S} = AD$$

$$H_A = \frac{\Delta M_e}{\Delta \lambda}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + V\psi = E\psi$$

$$\phi_e = \frac{L}{\Delta t} = \frac{\Delta t'}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} 4\pi r^2$$

$$M_e = \sigma T^4$$

$$U_{ef} = \frac{U_m}{\sqrt{2}}$$

$$E = \hbar \omega$$

$$x_L = \frac{U_m}{I_m} = \omega L = 2\pi f L$$

$$V = C/\lambda$$

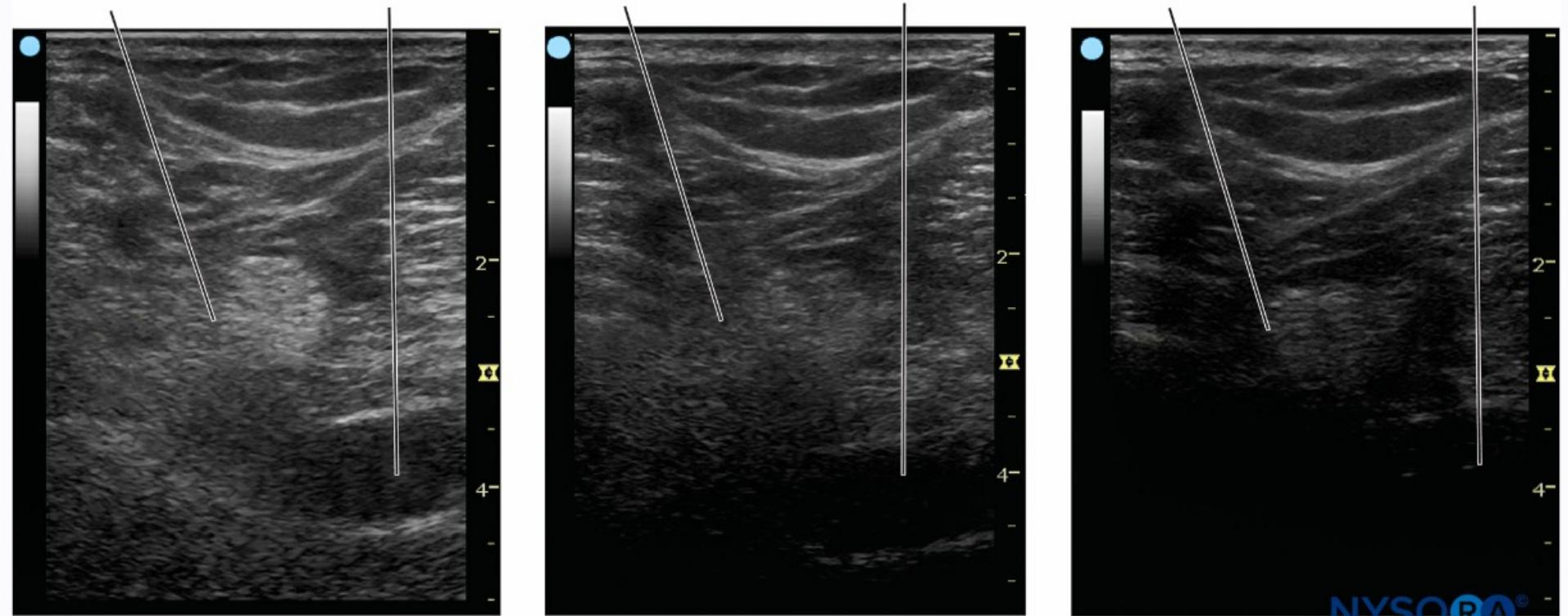
$$\Phi = NBS$$

$$U = \frac{W_{AB}}{n} = \frac{|E_{PA} - E_{PB}|}{n} = \frac{1}{4\pi \epsilon_0 \epsilon_r} \frac{M_1 M_2}{R^2}$$

$$F_m = \vec{B} I l = \frac{\mu I_1 I_2}{2\pi d} l$$

$$F_Q = \frac{\mu_1 \mu_2}{4\pi d} \frac{x}{x^2 + d^2}$$

Sciatic Nerve Popliteal Artery Sciatic Nerve Popliteal Artery Sciatic Nerve Popliteal Artery



NYSORA®

8 MHz

10 MHz

12 MHz

$$\left(\frac{E_0}{E_y} \right)_{II} = \frac{\cos(\varphi_1 - \varphi_2)}{\sin(\varphi_1 + \varphi_2)}$$

$$R = R_0 \sqrt[3]{A}$$

$$C(S)$$

$$\int \vec{E} d\vec{l} = - \iint \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$P = \frac{E}{C} = \frac{hf}{C} = \frac{h}{\lambda}$$

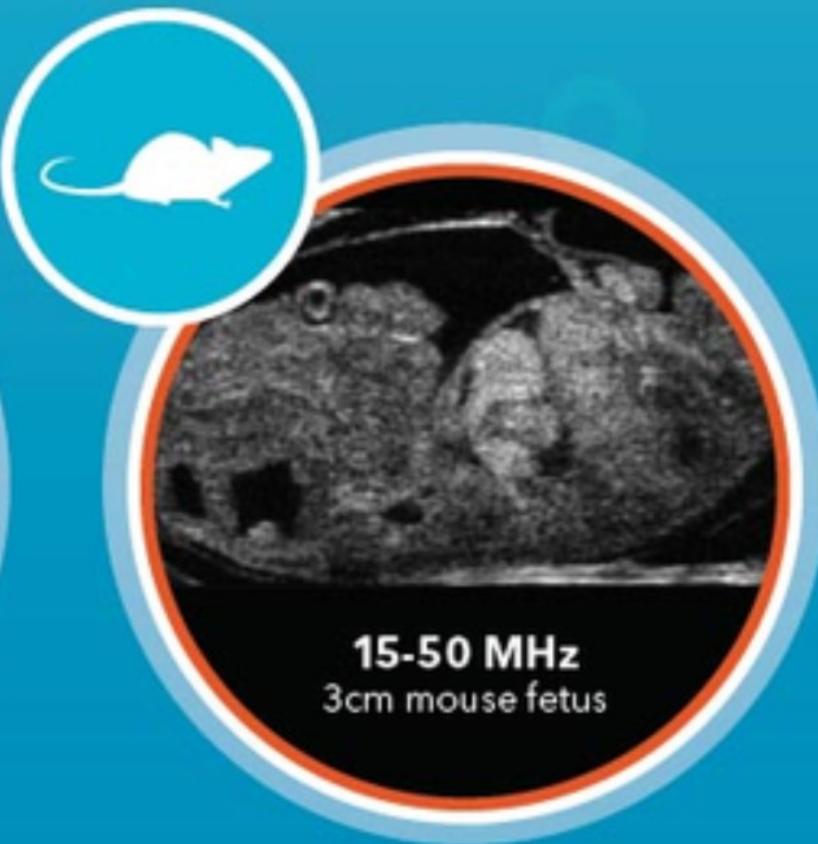
$$\mu = U_m \sin \omega(t - \tau) = U_m \sin 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

$$\lambda^* T = b$$

Absorpcce

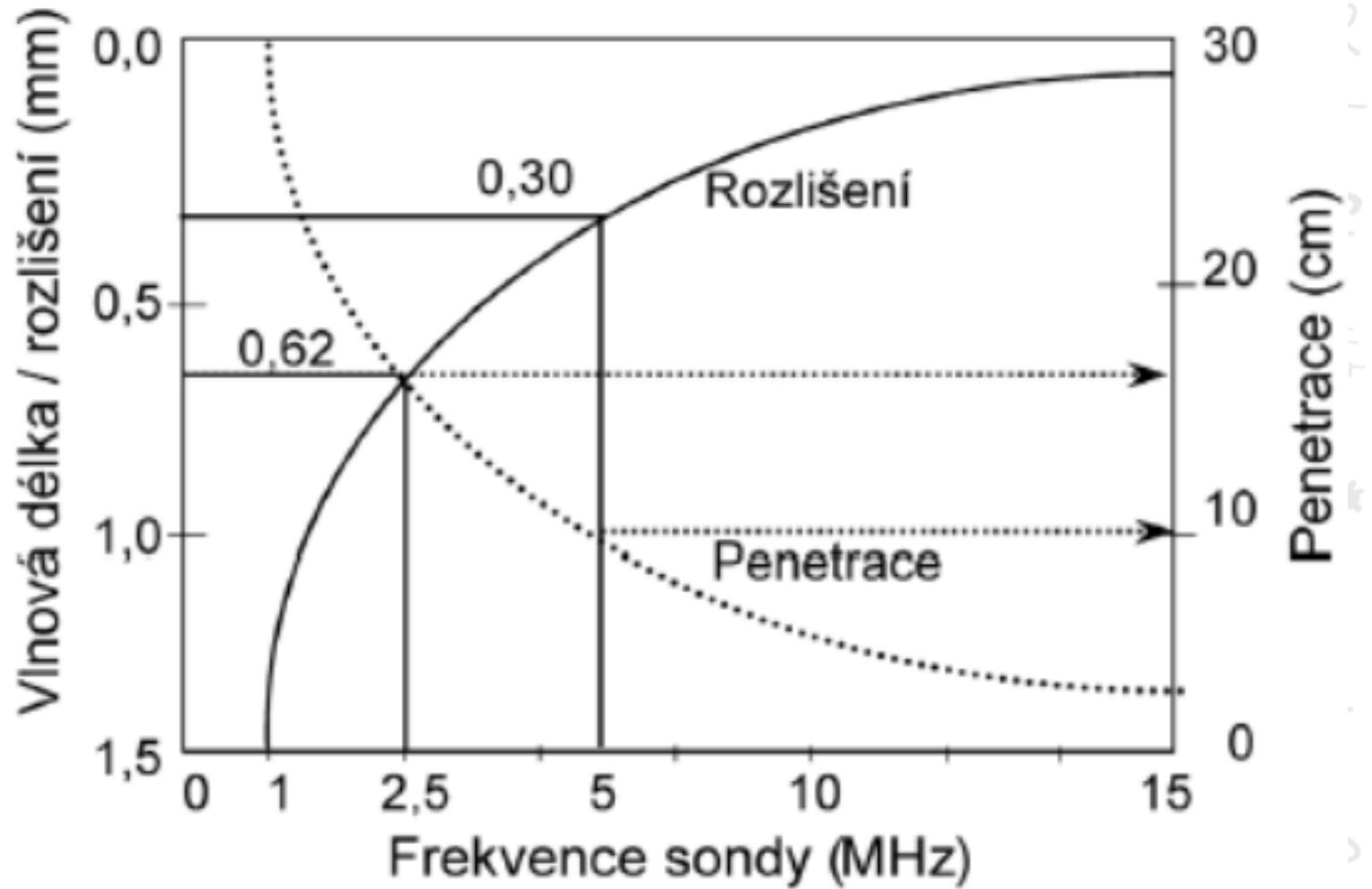


**CONVENTIONAL
ULTRASOUND**
200-300 μm resolution



**ULTRA HIGH-FREQUENCY
ULTRASOUND**
30 μm resolution

Absorpce



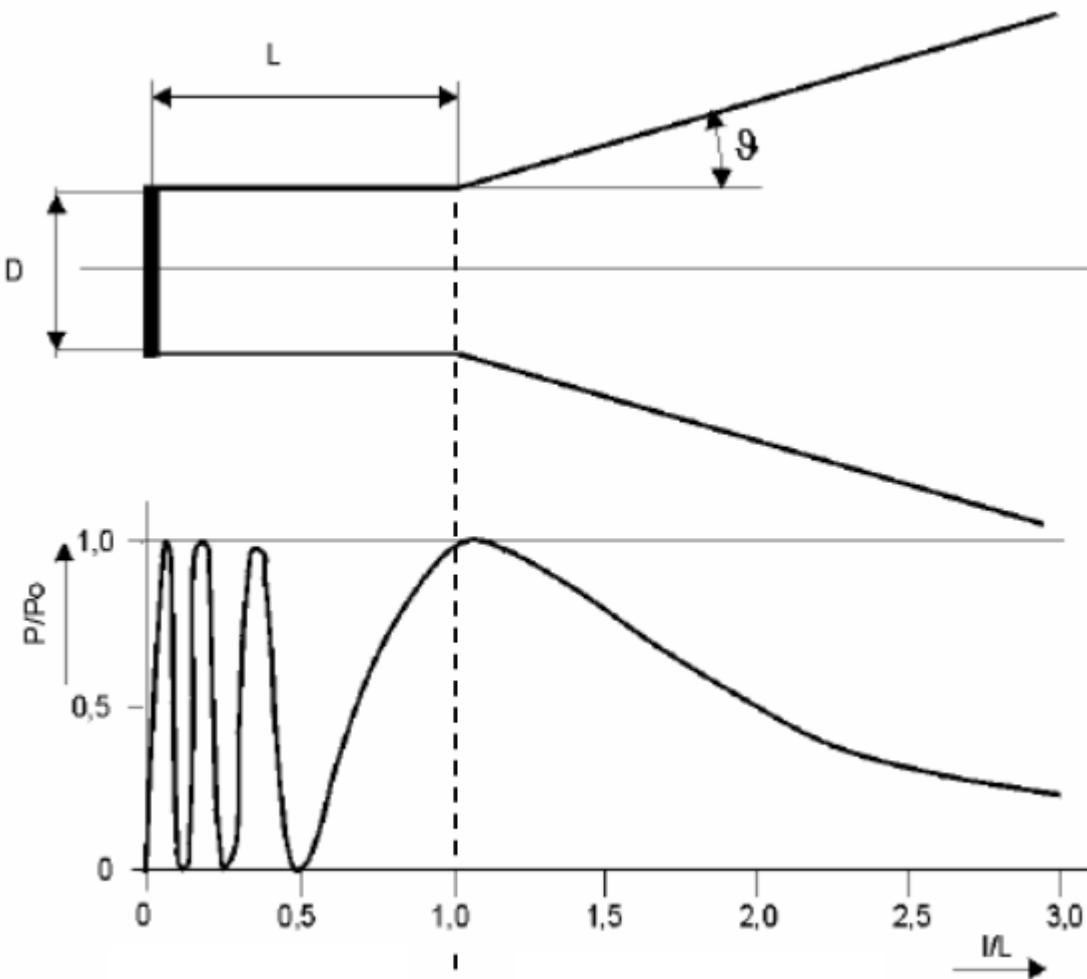
Ultrazvuk

- Ultrazvuk je zvukové vlnění s frekvencí vyšší jak 15 kHz. Tato hranice je dána hranicí slyšitelnosti zvuku u průměrného lidského ucha. Pro ultrazvukovou diagnostiku v medicíně (velmi rozšířená je také ultrazvuková diagnostika v různých inženýrských aplikacích) se používají frekvence řádu jednotek až desítek MHz.

Ultrazvuk

- Ultrazvuk se šíří spíše jako světlo než zvuk.
Platí zákony odrazu, lomu a možnost fokusace. Odlišné vlastnosti souvisí s krátkou vlnovou délkou.
- Zvukové vlny o frekvenci $> 10^{13}$ Hz se již běžnými látkami nešíří, protože vlnová délka takové vlny je již menší než vzdálenost atomů.

Ultrazvukové pole



Blízké pole
(Fresnelova oblast)

Vzdálené pole
(Fraunhoferova oblast)

Ultrazvukové pole

- **Blízké pole (Fresnelova oblast):** Vyznačuje se vznikem minim a maxim akustického tlaku. V celém blízkém poli jsou proto typické složité amplitudové i fázové poměry. Příčný řez blízkého pole má přibližně stejný tvar jako je tvar zdroje kmitů, tzn. že v něm nedochází k rozbití ultrazvukového svazku.
- **Délka blízkého pole:**

$$l_0 = \frac{D^2 - \lambda^2}{4\lambda} \doteq \frac{D^2}{4\lambda}$$

Ultrazvukové pole

• Vzdálené pole (Fraunhoferova oblast):

Vyznačuje se rovnoměrným poklesem akustického tlaku na ose se vzdáleností od zdroje ultrazvuku, bez minim a maxim akustického tlaku. Typická je také rozbíhavost ultrazvukového svazku.

Absorpce ultrazvuku

- Ve vzduchu je ultrazvuk silně absorbován (pro 1 MHz se intenzita UZ zeslabí na polovinu průchodem 22 mm vrstvy vzduchu, ve vodě je to 10 m).
- Útlum UZ je dán koeficientem absorpce $\kappa \approx af^2$, kde a je součinitel absorpce charakteristický pro danou látku.
- Důležitá je závislost útlumu na druhé mocnině frekvence.

Absorpce ultrazvuku

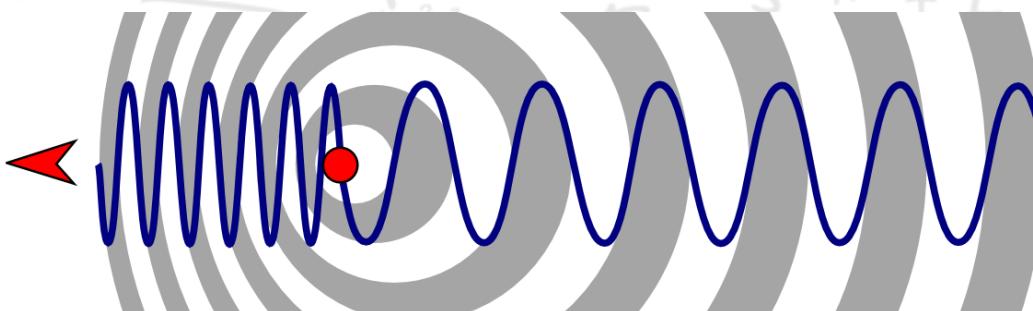
prostředí	μ [dB cm ⁻¹] pro $f=1$ Mhz
vzduch	1,61
voda	0,0025
měkká tkáň	0,5 – 1,0
játra	1,1
tuk	0,6
kost	10,0

Dopplerův jev

- Pohybuje-li se zdroj nebo přijímač zvuku, dochází ke změně přijímačem vnímané výšky tónu (frekvence) oproti stavu, kdy byli zdroj i přijímač v klidu.
- Objeven Ch. Dopplerem v r. 1842. Platí pro všechny druhy vlnění (světlo, zvuk, rádiové vlny, aj.).

Dopplerův jev

- Ve směru pohybu dochází ke zhušťování vlnoploch
 - doba mezi jednotlivými vlnoplochami se zkracuje
 - zvyšuje se frekvence
- Proti směru pohybu dochází ke zřed'ování vlnoploch
 - doba mezi vlnoplochami se prodlužuje
 - snižuje se frekvence



Dopplerův jev

- Obecný zápis

$$f' = f \frac{v \pm v_D}{v \mp v_Z}$$

f ... frekvence vlnění vytvořeného zdrojem

f' ... detekovaná frekvence

v ... rychlosť šíření vlnění prostredím

v_D ... rychlosť pohybu detektora

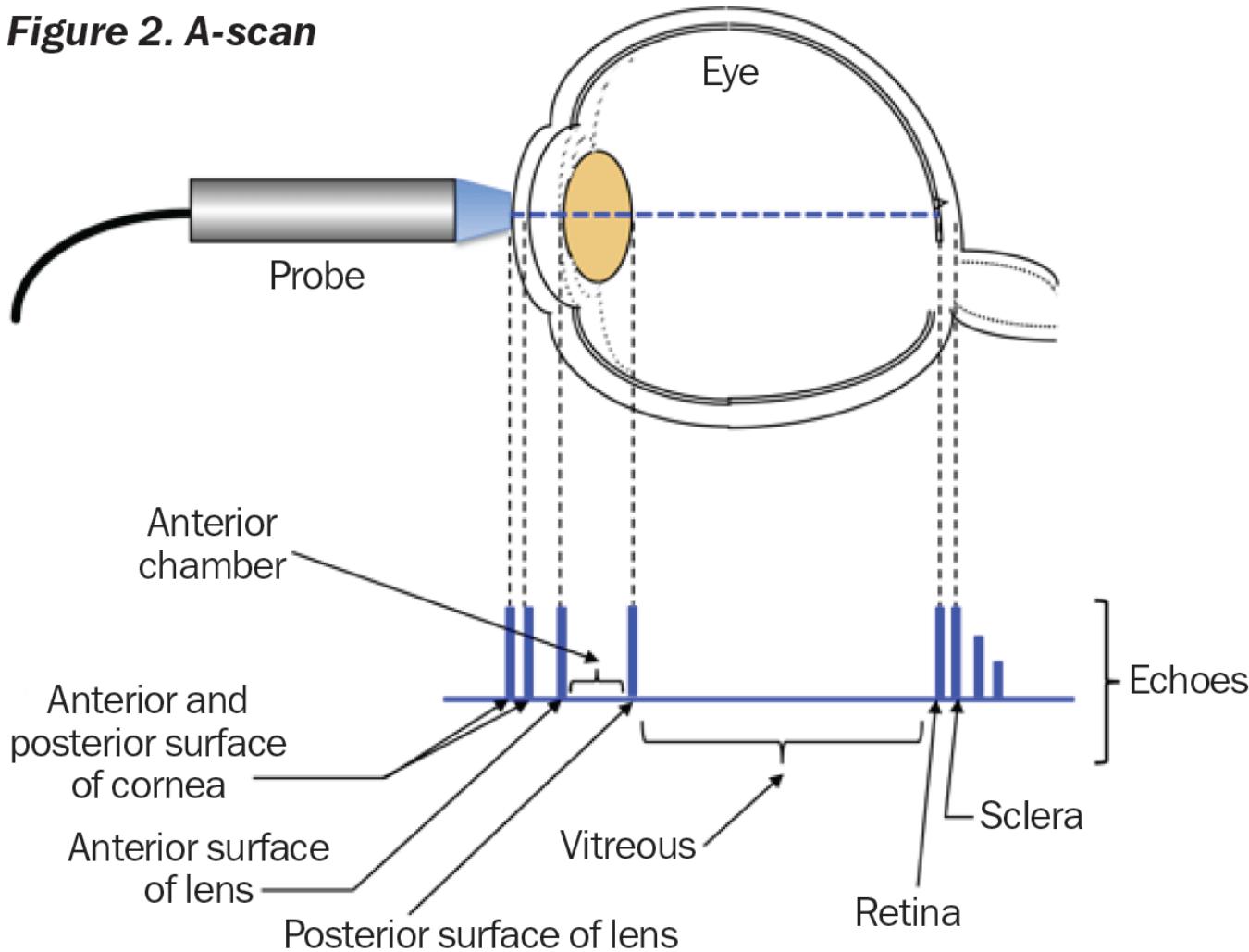
v_Z ... rychlosť pohybu zdroje

- Znaménka v rovnici se určují podle pravidla:

Pohyb směrem k sobě = vyšší detekovaná frekvence

A mód

Figure 2. A-scan

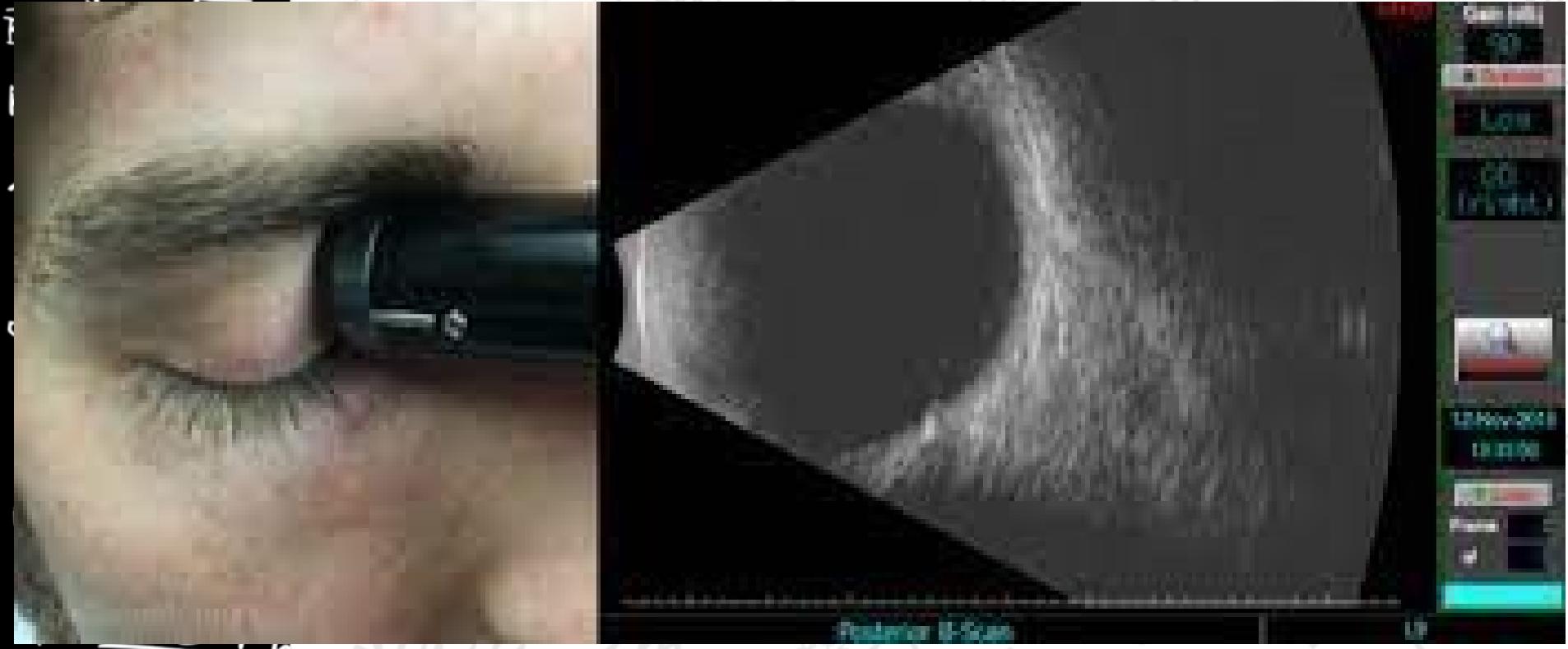


A mód

$$E_k = \frac{1}{2}mv^2 \quad \text{tg} \varphi_B = \frac{\omega_2}{\omega_1} = \omega_{21} \quad P V = nRT \quad \vec{P} = \iint \vec{B} d\vec{S} = AD \quad H_A = \frac{\Delta M_e}{\Delta \lambda}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + V\psi = E\psi \quad \Phi_e = \frac{L}{\Delta t} \quad \Delta \Phi = \Delta \times = x - x_1 S_2 \quad V = C/\lambda \quad \Phi = NBS$$

$$U_{ef} = \frac{U_m}{2} \quad E = \hbar\omega \quad U = W_{AB} = |E_{PA} - E_{PB}| \quad X_L = \frac{U_m}{I_m} = \omega L = 2\pi f L \quad F_m = \sqrt{R M_2} \frac{F_m}{R_2} = \vec{B} I l = \frac{\mu I_1 I_2}{2\pi d} l$$



$$\left(\frac{E_t}{E_0} \right)_{II} = \frac{T}{\cos(\vartheta_1 - \vartheta_2)} \quad f_o = \frac{1}{2\pi RCL} \quad \sigma = \frac{\varphi}{S} \quad M = F d \cos \alpha \quad R$$

$$E_y = E_0 \sin(k_x - \omega t) \quad I_m^2 = U_m^2 \left[\frac{1}{R^2} + \left(\frac{1}{x_c} - \frac{1}{x_L} \right)^2 \right] \quad \lambda^* T = b$$

$$S = \frac{1}{A} \frac{\partial \omega}{\partial r} \quad f \vec{H} \cdot \vec{B} \quad \vec{P} \cdot (\vec{r} \cdot \vec{\partial} \vec{P}) \quad \int \vec{E} d\vec{l} = - \iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S} \quad P = \frac{E}{C} = \frac{hf}{c} = \frac{h}{\lambda}$$

$$\mu = U_m \sin \omega(t - T) = U_m \sin 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

$$E_k = \frac{1}{2}mv^2$$

$$\tan \theta_B = \frac{\omega_2}{\omega_1} = \omega_{21}$$

$$\rho V = nRT$$

$$\vec{\psi} = \iint \vec{B} d\vec{S} = AD$$

$$H_A = \frac{\Delta M_e}{\Delta \lambda}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + V\psi = E\psi$$

$$\phi_e = \frac{L}{l_1 - l_2}$$

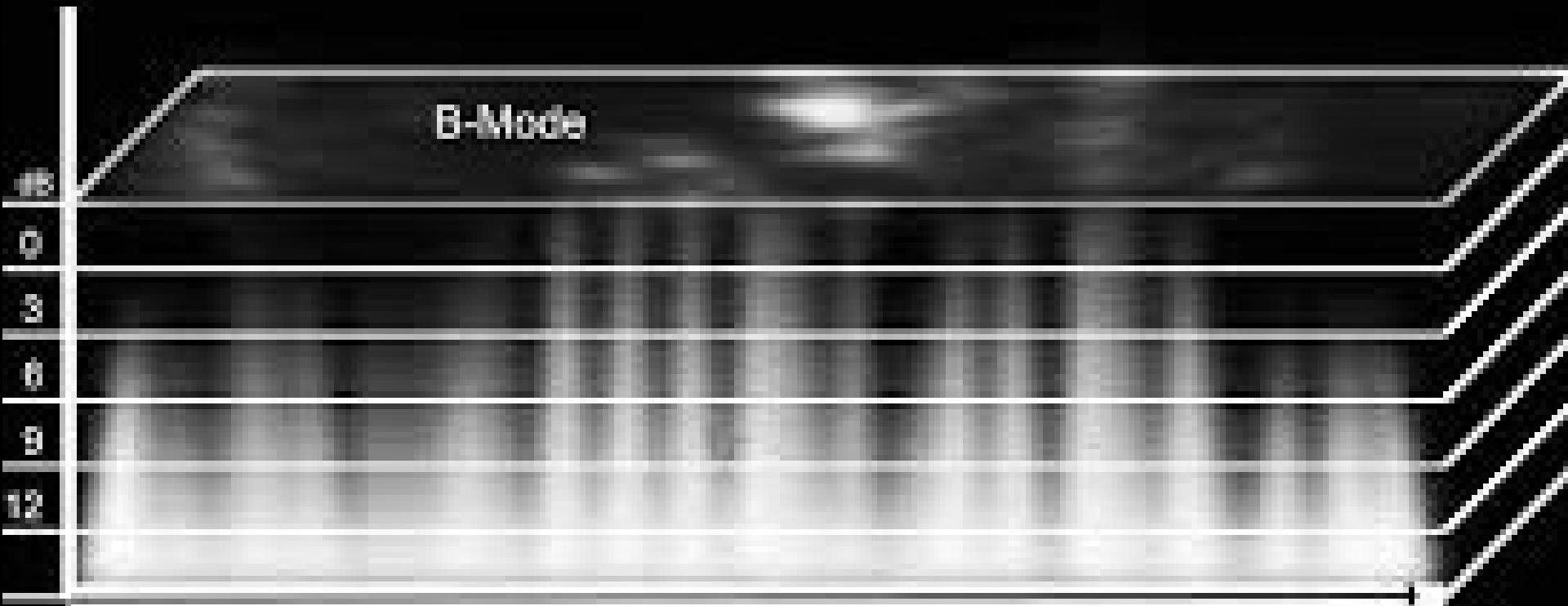
$$M_e = \sigma T^4$$

$$\Delta \Phi = A \times \frac{x_2 - x_1}{S_2}$$

$$V = C/\lambda$$

$$\Phi = NBS$$

B mód



A-Mode

$$\dot{S} = \frac{1}{A} \frac{d\tilde{w}}{dt}$$

$$R = R_0 \sqrt{A}$$

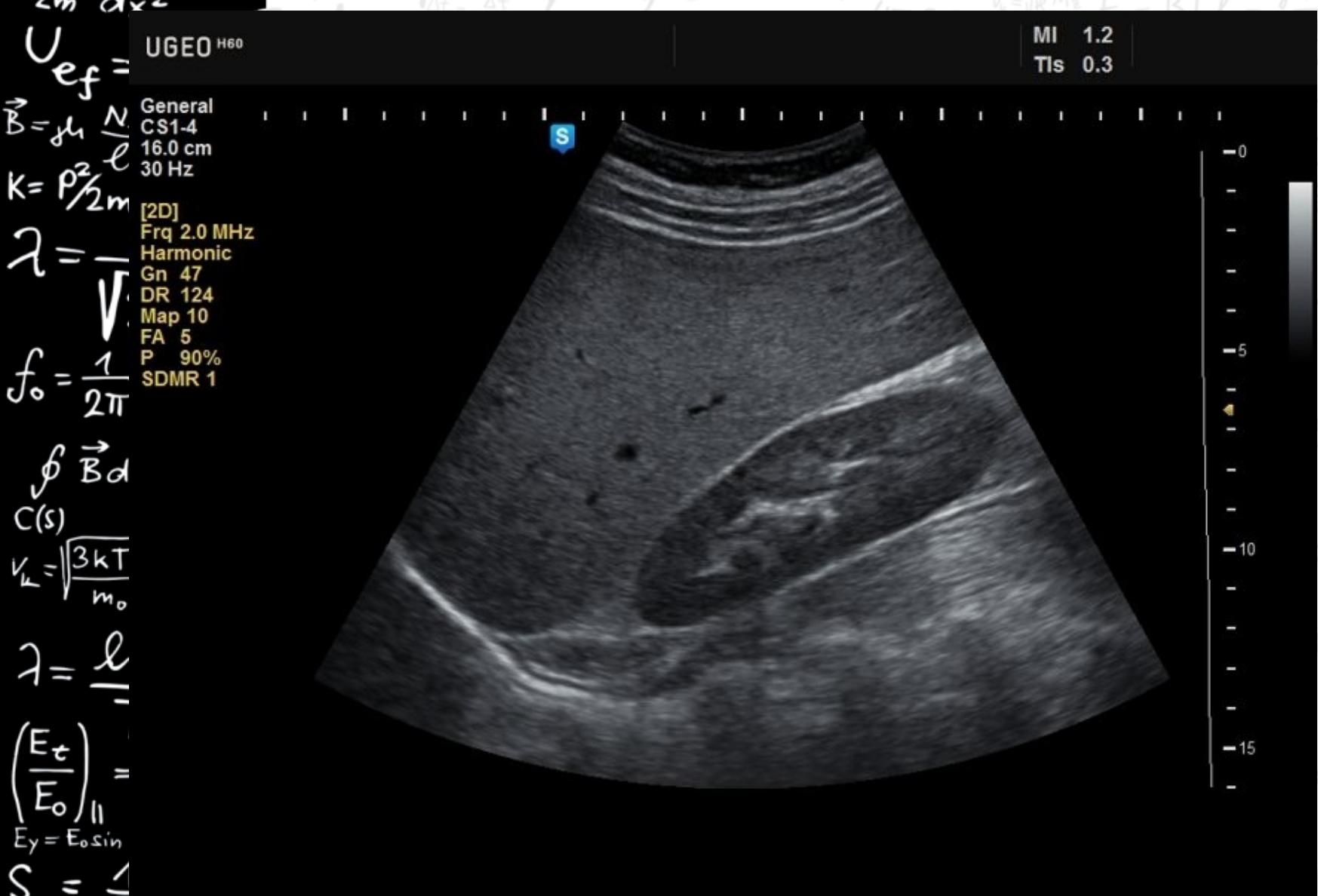
$$c(s) = \int_0^s \dot{c}(t) dt$$

$$f(\vec{r}) \vec{u}(\vec{r}) \vec{p}(\vec{r}) \partial \vec{p} / \partial \vec{r}$$

$$u^c = U_m^c \sin^2 \omega (t - T) = U_m \sin 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$$

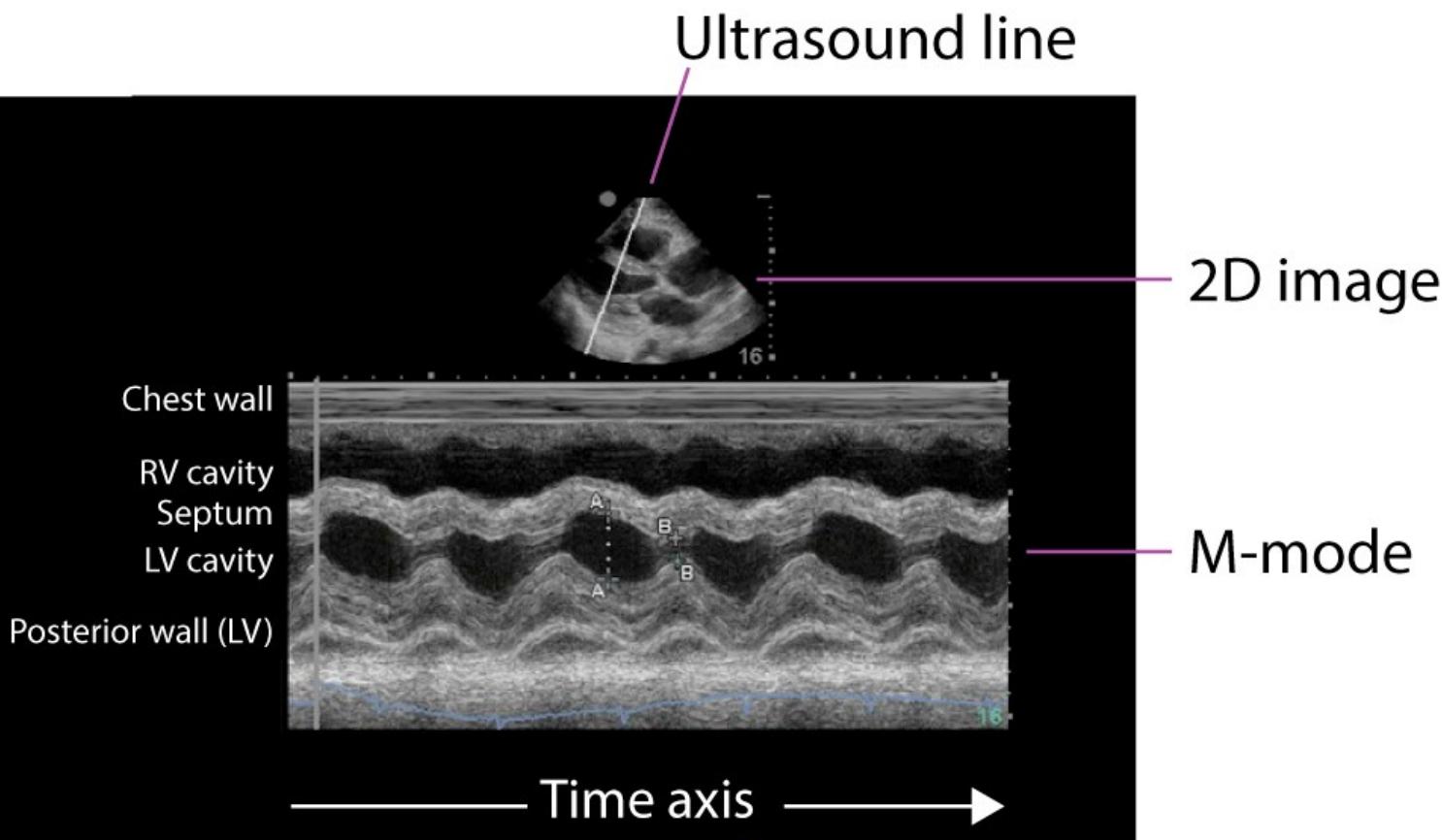
$$E_k = \frac{1}{2} m v^2 \quad \text{tg} \varphi_B = \frac{m_2}{m_1} = m_{21} \quad P V = n R T \quad \vec{\psi} = \iint \vec{B} d\vec{S} = AD \quad H_\lambda = \frac{\Delta M_e}{\Delta \lambda}$$
$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi}{dx^2} + V \psi = E \psi \quad M_e = \sigma T^4 \quad \Phi_e = \frac{L}{S} \quad \Delta \Phi = \Delta x \cdot x_1 S_2 \quad V = C/\lambda \quad \Phi = NBS$$

B mód

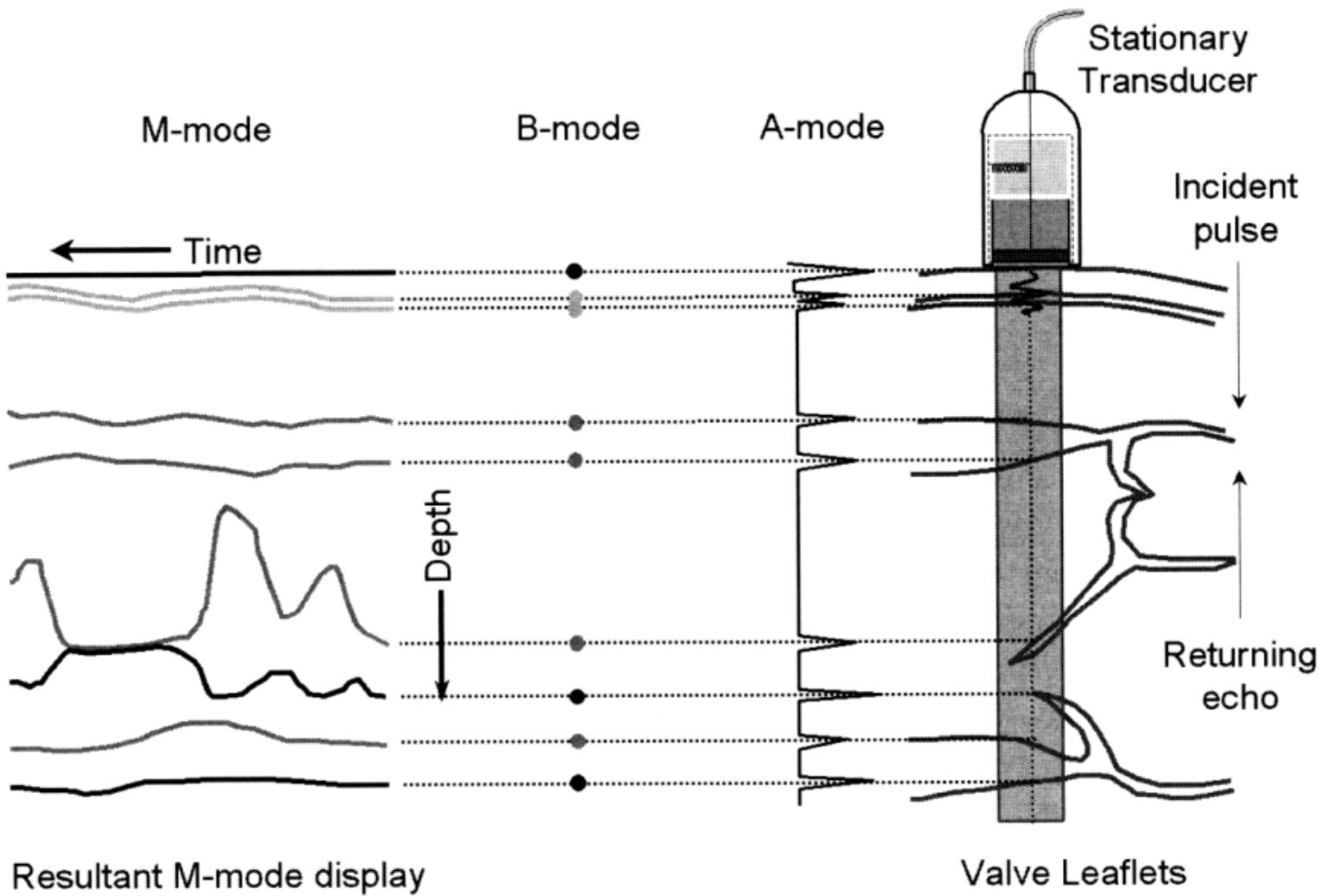


M mód

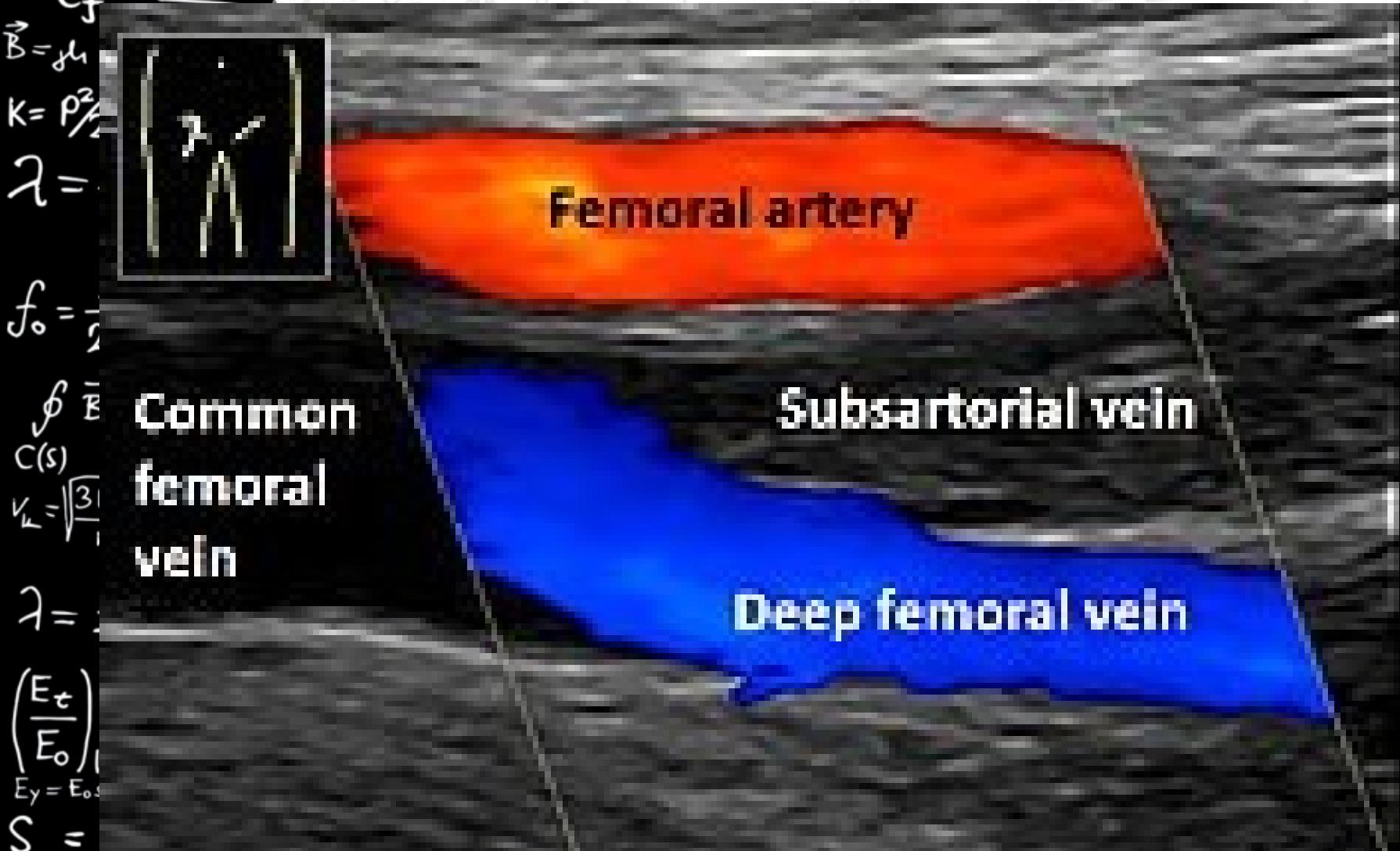
M-mode (Motion mode)



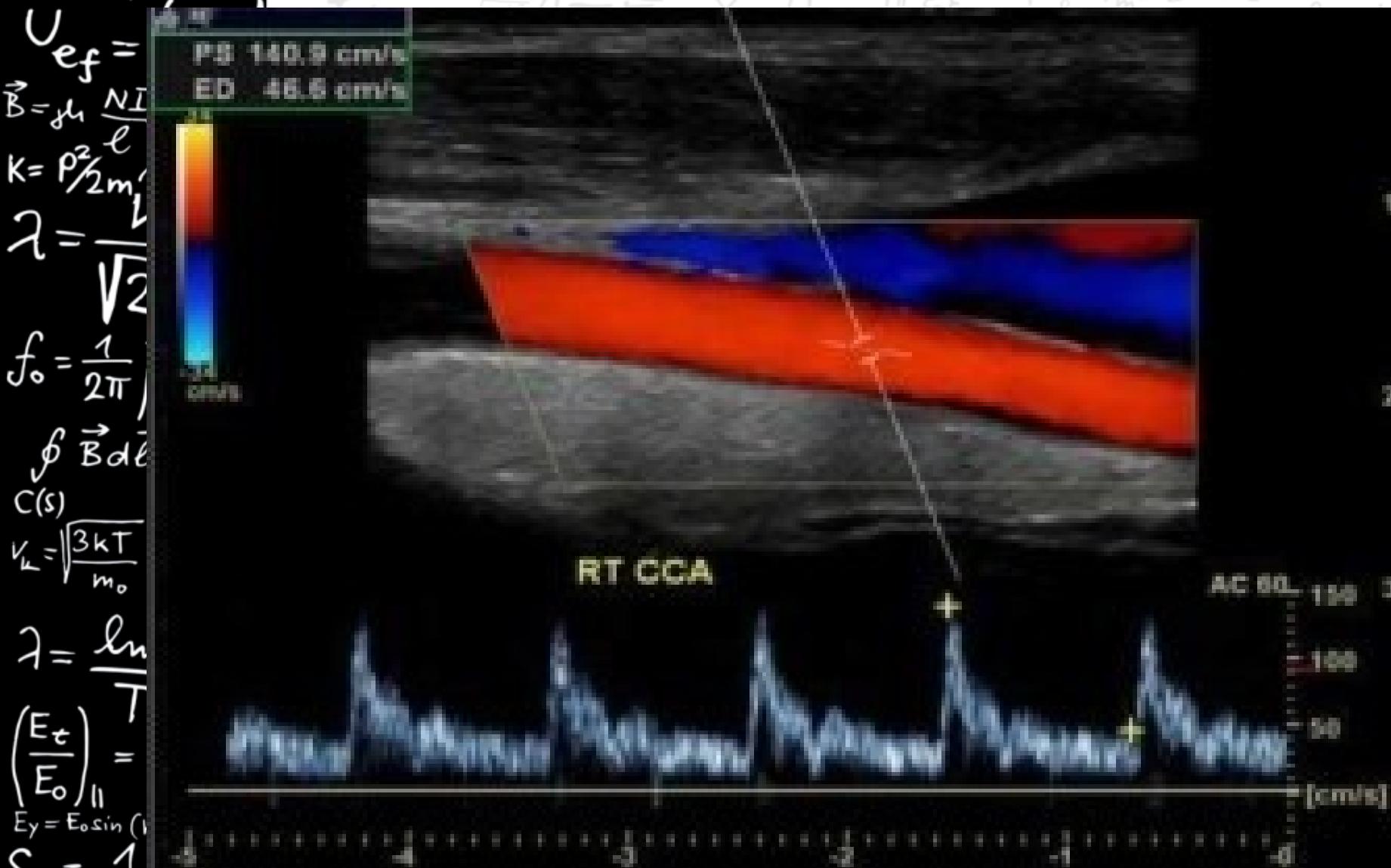
Shrnutí UZ módů



Duplexní UZ



Triplexní UZ



Kontrastní UZ

$$E_k = \frac{1}{2}mv^2$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\frac{d^2\psi}{dx^2} + V\psi = E\psi$$

$$U_{ef} = \frac{U_m}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}}$$

$$2 \operatorname{tg} \vartheta_B = \frac{m_2}{m_1} = m_{21}$$

$$\phi_e = \frac{L}{4\pi r^2}$$

$$E = \hbar\omega$$

$$U = \frac{W_{AB}}{|E_{PA} - E_{PB}|}$$

$$P V = n RT$$

$$\vec{P} = \iint \vec{B} d\vec{S} = AD$$

$$H_A = \frac{\Delta M_e}{\Delta \lambda}$$

$$\Delta \Phi = \Delta \lambda \times \frac{x_2 - x_1}{\lambda}$$

$$V = C/\lambda$$

$$\Phi = NBS$$

$$X_L = \frac{U_m}{I_m} = \omega L = 2\pi f L$$

$$BIl = \frac{\mu I_1 I_2}{2\pi d} l$$

$$F_o = \frac{m_1 m_2}{4\pi r^2}$$

Table 7.1 Ultrasound contrast agents: overview of products

Name	Manufacturer	Shell	Gas	Approved
Echovist ^a	Bayer Schering Pharma	Galactose	Air	1991
Albunex ^b	Molecular Biosystems	Albumin	Air	1993
Levovist	Bayer Schering Pharma	Galactose	Air	1995
Optison	GE Healthcare	Albumin	Perfluoropropane	1998
SonoVue	Bracco	Phospholipids	Sulfur hexafluoride	2001
Luminity ^c	Lantheus Medical Imaging	Phospholipids	Perfluoropropane	2001
Sonazoid ^d	Daiichi Sankyo	Phosphatidylserine	Perfluorobutane	2006

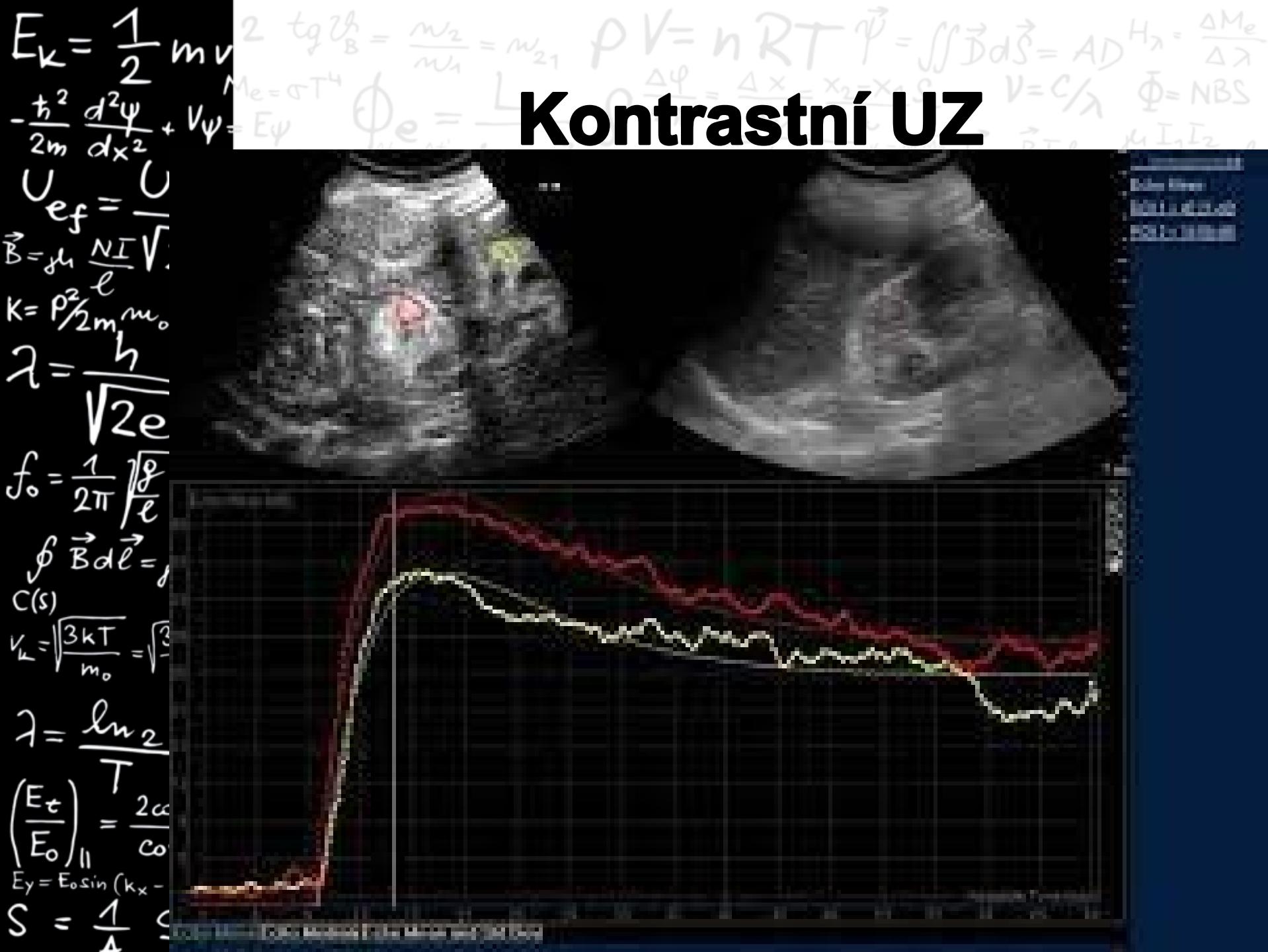
^a Does not pass pulmonary circulation.

^b No longer marketed.

^c Marketed in U.S. as Definity.

^d Marketed only in Japan.

Kontrastní UZ



Shrnutí

- Akustická energie, akustický výkon a akustická intenzita zvukové vlny
- Akustická impedance
- Odraz a průchod zvuku rozhraním – koeficienty odrazivosti a propustnosti
- Hladina akustické intenzity, sluchové pole
- Absorpce zvuku a ultrazvuku
- Co je Dopplerův jev, rovnice Dopplerova jevu
- Využití v praxi (A,B,M-mód, duplexní...)
- Kontrastní látky v UZ diagnostice

Děkuji za pozornost

Konec 11. přednášky

Prezentace vznikla v rámci projektu
fondu rozvoje MU 1515/2014