ETLYAK Lyd og Akustik



${\bf Indholds for tegnelse}$

	Kara	${f kteris}$	ering af lyd 2
	1.1 l	Lektion	n 01-02-2018
]	1.1.1	Lyd i et medium
]	1.1.2	Lydtryk
]	1.1.3	Ohms lov analogi 6
]	1.1.4	Vægtning
]	1.1.5	Lydens udbredelse
	1	1.1.6	Opgaver
2	Måliı	ng/Or	osamling af lyd 12
	2.1 I	Lektion	n 08-02-2018
	6	2.1.1	Måling af lydtryk
	6	2.1.2	Mikrofon
	6	2.1.3	Mikrofon for-forstærkere
	6	2.1.4	Udstyr til lydmåling
	6	2.1.5	Måleprincipper
	2	2.1.6	Opgaver
3	Davla		
•)	ESVK	oakus	tik - Menneskets opfattelse af lyd 23
J	-		tik - Menneskets opfattelse af lyd 23 n 15-03-2018
J	3.1	Lektion	n 15-03-2018
J	3.1 I	Lektion 3.1.1	n 15-03-2018
J	3.1 I	Lektior 3.1.1 3.1.2	n 15-03-2018 23 Psykoakustik 23 Ørets opbygning 24
J	3.1 I	Lektion 3.1.1 3.1.2 3.1.3	n 15-03-2018 23 Psykoakustik 23 Ørets opbygning 24 Lydniveau 25
J	3.1 I	Lektion 3.1.1 3.1.2 3.1.3 3.1.4	n 15-03-2018 23 Psykoakustik 23 Ørets opbygning 24 Lydniveau 25 Frekvensopfattelse 26
J	3.1 I	Lektion 3.1.1 3.1.2 3.1.3	n 15-03-2018 23 Psykoakustik 23 Ørets opbygning 24 Lydniveau 25
	3.1 1	Lektion 3.1.1 3.1.2 3.1.3 3.1.4 3.1.5 3.1.6	n 15-03-2018 23 Psykoakustik 23 Ørets opbygning 24 Lydniveau 25 Frekvensopfattelse 26 Tonehøjde 26 Lokalisering af lydkilder 27
4	3.1 I	Lektion 3.1.1 3.1.2 3.1.3 3.1.4 3.1.5 3.1.6 ns opt	n 15-03-2018 23 Psykoakustik 23 Ørets opbygning 24 Lydniveau 25 Frekvensopfattelse 26 Tonehøjde 26 Lokalisering af lydkilder 27 førsel i lukkede rum 29
	3.1 I	Lektion 3.1.1 3.1.2 3.1.3 3.1.4 3.1.5 3.1.6 ns opt Lektion	n 15-03-2018 23 Psykoakustik 23 Ørets opbygning 24 Lydniveau 25 Frekvensopfattelse 26 Tonehøjde 26 Lokalisering af lydkilder 27 førsel i lukkede rum 29 n 15-02-2018 29
	3.1 I	Lektion 3.1.1 3.1.2 3.1.3 3.1.4 3.1.5 3.1.6 ns opt	n 15-03-2018 23 Psykoakustik 23 Ørets opbygning 24 Lydniveau 25 Frekvensopfattelse 26 Tonehøjde 26 Lokalisering af lydkilder 27 førsel i lukkede rum 29

ETLYAK	Jonas Lind

		4.1.4	Absorptionskoeffficienter	
		4.1.5	Opgaver	
		4.1.6	Øvelser	
5	Vir	tuel ak	ustik - Spejlkildemodel	;
	5.1	Lektio	n 22-02-2018	
		5.1.1	Virtuel Akustik	
		5.1.2	Ray Tracing Method	
		5.1.3	Image Source Method	
		5.1.4	Reflektogram	
		5.1.5	Øvelser	
6	Vir	tuel ak	ustik - Auralisation	
	6.1	Lektio	n 01-03-2018	
		6.1.1	Impulsrepsonser	
		6.1.2	Auralisation af rum	
		6.1.3	Binaural Analysis	
7	Ger	ngivelse	e af lyd	
	7.1	Lektion	n 22-03-2018	
		7.1.1	Højttalerens model	
		7.1.2	Snittegning	
		7.1.3	Elektriske system	
		7.1.4	Mekaniske system	
		7.1.5	Akustiske system	
		7.1.6	Thiele-Small parametre	
		7.1.7	Elektrisk og mekanisk impedans	
		7.1.8	Mekanisk og akustisk impedans	
		7.1.9	Lydtryk	
		7.1.10	Øvelser	
8	Høj	ttalerd	lesign	
9	Lvd	ldamn	ning og lyddiffusion	

Rettelser

Note:	Mangler	virtuel	akustik	noter.														4	2
-------	---------	---------	---------	--------	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	--	---	---

Karakterisering af lyd

1.1 Lektion 01-02-2018

- 1. Lyd i et medium
- 2. Hørelsen (opfattet lydniveau)
- 3. Ohms lov analogi
- 4. Vægtning (filtrering)
- 5. Lydens udbredelse (afstandsregel)

• Pensum:

- 1. Master Handbook Of Acoustics, ch. 1-3
- 2. Audio Meetering, sec. 1-6, 11, 13
- 3. Elektroakustik, TAS, p. 6

• Opgaver:

1. Lyd og Akustik - Lektion 1 - opgaver og øvelser

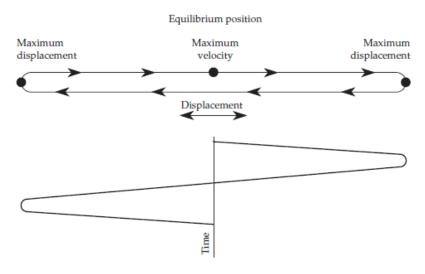
1.1.1 Lyd i et medium

Sound can be viewed as a wave motion in air or other elastic media. In this case, sound is a stimulus. Sound can also be viewed as an excitation of the hearing mechanism that results in the perception of sound. In this case, sound is a sensation.

• Lyd er svingning i et medium omkring ligevægt. Uden et medium kan lyd ikke blive udbredt.

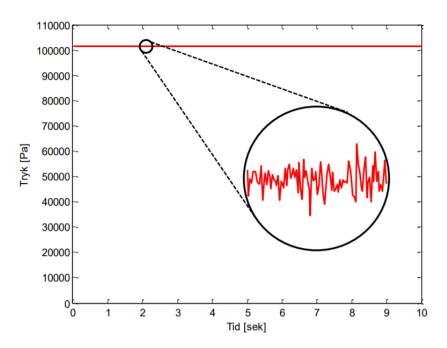
• Lyd kan udbredes i medier såsom luft, væsker og materialer af fast form. Lyd kan ikke udbredes i rummet, da mediet her er et vakuum.

 Hvis en luftpartikel bliver forskudt fra dens oprindelig position, vil elastiske krafter forsøge at tilbagevende luftpartiklen til dens oprindelige position.



Figur 1.1: En luftpartikel der vibrerer rundt om dens medie som er i ligevægt (elastiske krafter).

- Fluktationerne i trykket omkring det atmosfæriske tryk er meget små.
 - Normal tale ses som små ripples i det atmosfæriske tryk.
 - Den mindste ændring i trykket et øre kan opfatte er således 20 μPa. Dette svarer til et tryk der er 5 millioner gange mindre end det atmosfæriske tryk.
- Lydens hastighed er $c = 344 \,\mathrm{m \, s^{-1}}$
 - Lydens udbredelse (hastighed) afhænger af mediets densitet.
 - * Jo større densistet, jo nemmere er det for partiklerne at overføre energi. Lyd udbredes derfor hurtigere i væsker og materialer i fast form end i luft.
 - Lydens udbredelse afhænger af temperatur og luftfugtighed.
 - * Jo højere temperatur, jo hurtigere udbredes lyden.
 - * Jo højere luftfugtighed, jo hurtigere udbredes lyden.



Figur 1.2: Variationerne omkring det atmosfæriske tryk.

- Bølgelængde og frekvens
 - Frekvens (waveform repitions per unit of time)

$$f = \frac{c}{T} \tag{1.1}$$

- Wavelength (to complete one cycle)

$$T = \frac{c}{f} \tag{1.2}$$

1.1.2 Lydtryk

- Intensiteten af lyden I_L kan opgives i decibel [dB] ved at anvende reference $I_{ref} = 20 \,\mu\text{Pa}$ som er den mindste ændring i trykket et øre kan opfatte.
- Lydeffekten kan ligeledes opgives i dB ved at anvende reference effekt $L_p = 1 \,\mathrm{pW} = 10^{-12} \mathrm{W}.$

$$PWL = 10\log_{10}\frac{W}{W_{ref}} \tag{1.3}$$

PWL = sound-power level, dB

W =sound power, watts

 $W_{ref} = \text{a reference power, } 10^{-12} \text{ W}$

 \bullet Lydintensitet er svært at måle. Men lydtryk (sound pressure level SPL) er derimod det nemmeste at måle. Derfor anvendes lydtryk ofte.

-SPL er tæt på at være ens med I_L , hvor begge ofte bliver referet til som lydniveauet (sound level).

$$SP_L = 20 \log_{10} \frac{p}{p_{ref}}$$
 (1.4)

 $SP_L =$ sound-pressure level, dB

 $p = \text{acoustic pressure}, \, \mu \text{Pa or other}$

 p_{ref} = acoustic reference pressure, μ Pa or other

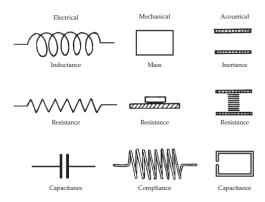
	Equation (1.4)	Equation (1.5)
Parameter	$10\log_{10}\frac{a_1}{a_2}$	$20\log_{10}\frac{b_1}{b_2}$
Acoustic		
Intensity	X	
Power	X	
Air particle velocity		X
Pressure		X
Electric		
Power	X	
Current		X
Voltage		X
Distance		Х
(From source-SPL; inverse square)		

Figur 1.3: Om der skal bruges 10 log og 20 log.

• Når effekten fordobles svarer det til en 3dB forøgelse uanset om effekten fordobles fra 1W til 2W eller fra 100W til 200W.

1.1.3 Ohms lov analogi

• Et akustisk system som en højtaler kan blive repræsenteret i termer der er ækvivalente med et elektrisk eller mekanisk system.



Figur 1.4: De 3 basale elementer af elektriske systemer og deres analogier i mekaniske og akustiske systemer.

System	Vari	able	Komponenter								
	Φ_{-}^{+}	\bigoplus^{\bigstar}	+	ф	7						
Elektrisk	Spænding	Strøm	Kapacitet	Modstand	Selvinduktion						
Impedans:	V	Α	F = As/V	$\Omega = V/A$	H = Vs/A						
V/A = Ω	u(t)	i(t)	$u = \frac{1}{C} \int i dt$	u = Ri	$u = L \frac{di}{dt}$						
Mekanisk	Kraft	Hastighed	Fjeder	Modstand	Masse						
Impedans:	N	m/s	m/N	Ns/m	kg						
N/ms ⁻¹ = kg/s	F(t)	v(t)	$F = \frac{1}{C} \int v dt$	F = Rv	$F = M \frac{dv}{dt}$						
Akustisk	Tryk	Vol.hast.	Fjeder	Modstand	Masse						
Impedans:	Pa = N/m²	m³/s	1/m³N	Ns/m⁵	kg/m⁴						
Nm ⁻² /m ³ s ⁻¹ = kg/m ⁴ s	p(t)	q(t)	$p = \frac{1}{C} \int q dt$	p = Rq	$p = M \frac{dq}{dt}$						
Termisk	Temperatur	Effekt	Kapacitet	Modstand	(Ingen)						
Impedans:	K	W	J/K	K/W	(ingen)						
K/W	T(t)	P(t)	$T = \frac{1}{C} \int P dt$	T = RP	(ingen)						

Figur 1.5: Analogier for komponenter i et elektrik, mekanisk og akustisk system.

1.1.4 Vægtning

Tidsvægtning

• Lineær

$$p_{RMS} = \sqrt{\frac{1}{T} \int_0^T p^2 dt} \tag{1.5}$$

• Eksponentiel midling

$$p_{RMS}(\tau) = \sqrt{\frac{1}{T_c} \int_0^\infty e^{-\frac{t}{T_c}} p^2(\tau - t) dt}$$
 (1.6)

- SLOW: $T_c = 1000 \,\text{ms}$

* Menneskets opfattelse af lydstyrke

- FAST: $T_c = 125 \,\text{ms}$

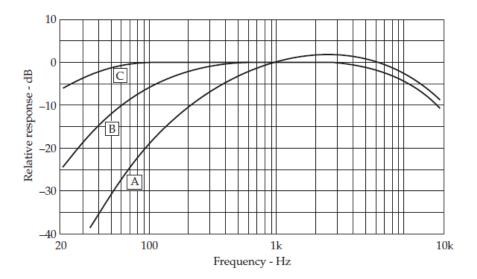
* Skadepåvirking af ørene

- IMPPULSE: $T_c = 35 \,\mathrm{ms}$

* Hurtige ændringer i lydniveauet i tid

Frekvensvægtning

- Ved måling af lydtryk benyttes ikke blot en mikrofon og en forstærker. Hørelsen er kompleks og for at efterligne hjernens opfattelse af et lydniveau benyttes nogle elektriske filtre
- Filtrene A, B og C modificerer frekvensresponsen så den efterligner hørekurven ved lavt, middel og højt lydniveau.
 - Lineær vægtning svarer til ingen vægtning.
 - A-vejning korrelere godt til nedslidningen af hørelsen ved kraftige signaler og benyttes derfor ved støjmåling.
 - B-vejning benyttes ikke mere.
 - C-vejning bruges til specifikation af kortvarige spidser for måling af støjens skadevirkning ved klassifikation af en arbejdsplads for påbudt brug af høreværn.



Figur 1.6: Weighting response characteristics for sound-level meters.

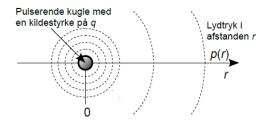
For sound-pressure levels of 20 to 55 dB, use network A.

For sound-pressure levels of 55 to 85 dB, use network B.

For sound-pressure levels of 85 to 140 dB, use network C.

1.1.5 Lydens udbredelse

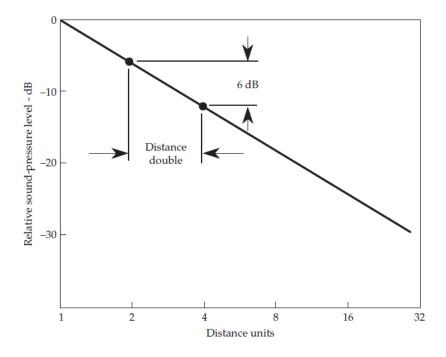
- Punktlydkilde: Lyden udbredes ligeligt i alle retninger.
 - Lyden fra en punktlydkilde ændrer ikke udseende ved stigende afstand.
 - En plan lydbølge er en matematisk abstraktion og følgende tilnærmelser anvendes:
 - * Lydens udbredelse i smalle rør (musikinstrumenter).
 - * Lydens udbredelse i stor afstand fra lydkilden.
 - * Højttalerens nærfelt.



Figur 1.7: Lydens udbredelse fra en punktkilde.

• Lydtrykket aftager med stigende afstand idet effekten i den kugleformede bølgefront fordeles over et areal, der vokser kvadratisk med afstanden.

- Nærfelt: Lydtrykket varierer ikke plane bølger.
- Fjernfelt: 6 dB/fordobling sfæriske bølger.



Figur 1.8: Afstandsregel.

1.1.6 Opgaver

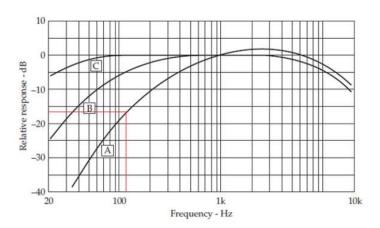
- 1. Beregn dB værdien af det maksimalt mulige lydtryk.
- 2. Beregn det A-vægtede lydtryk af 76 dB ved 125 Hz.
- 3. Et lydtryk reduceres 8 dB, hvor mange gange er det?
- 4. Hvor meget lydtryk skal der til, for at vi opfatter lyden ved $63\,\mathrm{Hz}$ og ved $2\,\mathrm{kHz}$?

1.

```
L = 20*log10(10^5/(20*10^-6));
disp(['Det maksimalt mulige lydtryk er ', num2str(L), ' dB'])
```

Det maksimalt mulige lydtryk er 193.9794 dB

2.



$$R_A \big(f \big) \coloneqq \frac{12194^2 \cdot f^4}{ \left(f^2 + 20.6^2 \right) \, \sqrt{ \left(f^2 + 107.7^2 \right) \, \left(f^2 + 737.9^2 \right) \cdot \left(f^2 + 12194^2 \right) } }$$

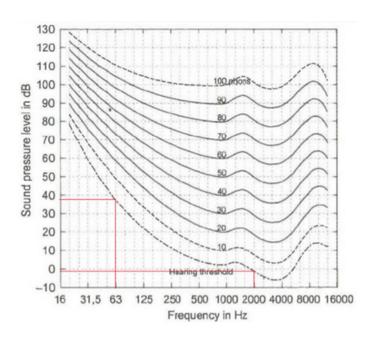
Det A-vægtede lydtryk af 76 dB ved 125 Hz er 59.8103 dB

3.

```
gg = db2mag(8);
disp(['Lydtrykket reduceres 8 dB = ', num2str(gg), ' ganges reducering'])
```

Lydtrykket reduceres 8 dB = 2.5119 ganges reducering

4.



Figur 1.9: $63 \,\text{Hz} = 38 \,\text{dB}, \, 2 \,\text{kHz} = -1 \,\text{dB}$

Måling/Opsamling af lyd

2.1 Lektion 08-02-2018

- 1. Måling af lydtryk
- 2. Mikrofon
- 3. Udstyr til lydmåling
- 4. Måleprincipper

• Pensum:

- 1. Audio Meetering, sec. 8-9, 26-29
- 2. Elektroakustik, TAS, p. 12-14

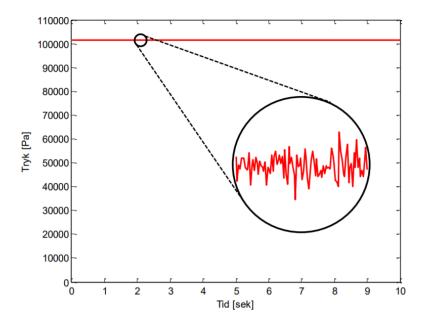
• Opgaver:

1. Lyd og Akustik - Lektion 2 - opgaver og øvelser

2.1.1 Måling af lydtryk

- Lyd er ganske små variationer omkring det statiske lufttryk,
- Et reference lydtryk er valgt til at være 20 µPa hvilket svarer til den mindste ændring i tryk et menneske kan opfange.
- Forholdet mellem det statiske tryk og reference lydtrykket er 1 : 5.066.250.000.
 - Lydtryk (Engelsk: Sound Pressure)
 - Enhed: Pascal [Pa]

- Lydtrykniveau (Engelsk: Sound Pressure Level SPL)
- Enhed: Decibel [dB]



Figur 2.1: Trykvariationer omkring det statiske lufttryk.

• Lydstyrker udtrykt som lydtrykniveau [dB, SPL] i stedet for lydtryk [Pa]

$$SPL = 20\log_{10}\frac{p}{p_{ref}} \tag{2.1}$$

- SPL =sound-pressure level, dB
- $p = \text{acoustic pressure}, \mu Pa$
- p_{ref} = acoustic reference pressure, 20 μ Pa.

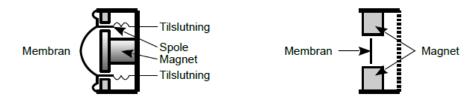
2.1.2 Mikrofon

- En transducer der omsætter et oscillerende lydtryk til et analogt elektrisk signal.
 - Kaldes også for en tryktransducer.
 - Måler lydtrykkets variation i et punkt uden reference til den retning lyden udbredes i.
 - Flere mikrofontyper er retningsbestemte på grund af deres opbygning.

- Mikrofoner 4 hovedgrupper
 - Studiemikrofoner (Dynamiske- og kondensator mikrofoner)
 - Målemikrofoner (Kondensator mikrofoner)
 - Mikrofonkapsler (Elektret mikrofoner)
 - MEMS mikrofoner (Silicium mikrofoner)

Dynamisk mikrofon

- Klassiske form: minder om en højttaler (membranen sættes i bevægelse af lydtrykket). Derved bevæges svingspolen i magnetfeltet og der induceres en spænding.
- Båndmikrofonen: membranen er i et kraftigt magnetfelt. Når lydtrykket får membranen til at svinge induceres der en spænding over de to ender af båndet. Spændingen er normalt så lav at der skal benyttes en transformator for at løfte det op på et brugbart niveau.
 - Lyden har adgang til begge sider af membranen.
 - * Mest følsom for lyd på aksen (0° og 180°.
 - * Der kan ikke registreres lyd fra siden (90°).



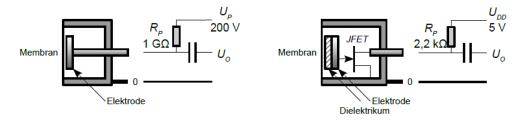
Figur 2.2: V: svingspolen drives af en membran til at svinge i et magnetfelt. H: En tynd metalfolie svinger i et magnetfelt og signalet tages ud ved båndets ender (ud af papiret og ind i papiret).

- Beregnet til optagelser af musik og sang.
- Ikke forberedt til at blive kalibreret.
- Frekvensrespons er designet til at lyde "godt", "fedt"eller "spændende".
- Fysisk størrelse er ikke vigtig (forskellige designs afhængig af brand).
- Typisk lavt støjniveau pga. stor membran diameter.
- Ikke velegnet til akustiske målinger.

Kondensator mikrofon

• En tynd membran af udspændt metalfolie er anbragt tæt på en fastsiddende elektrode.

- Kondensatoren mellem membran og elektrode oplades gennem R_p .
- Spændingen mellem membran og elektrode vil variere efter definitionsligningen $Q = C \cdot U$.
 - -Q er den konstante ladning givet af polarisationsspændingen U_P der ved målemikrofoner typisk er 200 V.
- Den lave grænsefrekvens sættes af R_p og mikrofonens kapacitet C.
 - $C\approx 5\,\mathrm{pF}-20\,\mathrm{pF}$ gør at R_p skal være mindst $1\,\mathrm{G}\Omega$ for måling af hørbar lyd.
- Den høje grænsefrekvens sættes af membranens masse.



Figur 2.3: Kondensatormikrofons opbygning.

- Alternativt indbygges en plastskive mellem membran og elektrode hvor en såkaldt "fastfrosset ladning" fungerer som Q.
- Den høje udgangsimpedans sænkes af en indbygget JFET og det eksterne kredsløb skal nu levere strøm til transistorens drain.
- Beregnet til til akustiske målinger da "alle"specifikationer er kendte.
- Generelt er der to typer: "Frit-felts kalibrede" og "Tryk-felts kalibrerede".
- Tager højde for at den måde mikrofonen selv forstyrrer lydfeltet på.
- Stor diameter vælges til lave frekvenser og lave lydtryk.
- Lille diameter vælges til høje frekvenser og høje lydtryk.

Elektretmikrofoner

- Mikrofonkapsler.
- Velegnet til mange forskellige formål også målinger selvom få specifikationer er kendte.
- Prisen er meget attraktiv: 1-2 \$
- Ingen forskel på "Frit-felt" og "Tryk-felt" grundet lille membranåbning.
- Vælg mellem kommunikations mikrofoner og bredbåndet mikrofon.
- Som regel 6-10 mm diameter.
- Benytter 2-10 VDC strømforsyning.
- Kvaliteten afhænger meget af forstærker og strømforsyning.

MEMS mikrofoner

• Silicium mikrofoner.

2.1.3 Mikrofon for-forstærkere

- LM337/LM137, 3-Terminal Adjustable Regulators
 - Justerbar V_{out} .
 - -1/3 støj på V_{out} .
 - * Overvej en 2-trinsregulering (1/3 af 1/3 støj).
- LM8333/OP27, Audio Operational Amplifier
 - Made for audio purpose.
 - Specified low noise voltage.

2.1.4 Udstyr til lydmåling

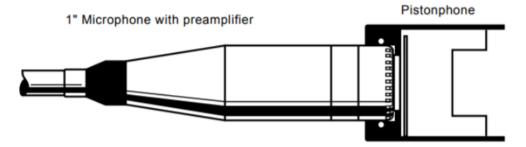
- Pistonfon
- Lydtrykkalibrator
- Elektrostatisk aktuator
- Reciprocitets kalibrering

Pistonfon

• Frembringer et meget veldefineret lydtryk i et lille kammer.

• Ind i åbningen stikkes mikrofonen, som herved påvirkes med et kendt lydtryk.

Lydtrykniveau: 124 dB
Tolerance: ±0.2 dB
Testfrekvens: 250 Hz



Figur 2.4: Pistonfon.

Lydtryk kalibrator

• Lydtrykniveau: 94 dB eller 114 dB

• Tolerance: $\pm 0.3 \, dB$

• Testfrekvens: 1000 Hz

Elektrostatisk Aktuator

 \bullet Lydtrykniveau: 70 dB - 90 dB

• Tolerance: $\pm 0.5 \, \mathrm{dB}$

• Testfrekvens: 1.0 kHz-40.0 kHz

PC-baseret udstyr til lydmåling

• TrueRTA.com

• YMEC.com

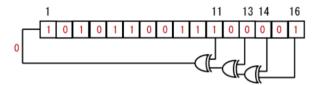
2.1.5 Måleprincipper

Frekvensanalyse

- Stepped sinus
- Sinus sweep
- Oktavbåndsanalyse (Constant Percentage Bandwidth CPB)
- Fast Fourier Transform (FFT)

Impulsresponser og overføringsfunktioner

- En impulsrespons eller overføringsfunktion kan fuldstændig beskrive et LTI-system (Lineært og Tidsinvariant).
- Disse responser kan bestemmes ved at tilføje et velegnet inputsignal til systemet og derefter samtidig betragte input, x[n] og output, y[n].
- Med krydskorrelation kan vi bestemme impulsresponsen (xcorr i matlab)
- Et velegnet input signal kan være:
 - Random Noise
 - MLS (maximum length sequence)
 - * Sekvensen repeteres efter $(2 \cdot N 1)$ samples for et N' te ordens skifteregister.
 - * Output amplitude er binary [-1; 1].
 - * Output er 'pseudo random' hvid støj.
 - * Auto-correlation er næsten perfekt.
 - * Sekvens længden vil altid være et radix-2 antal af samples samples -1.
 - * Dækker hele frekvensintervallet fra 0 Hz til $\frac{f_s}{2}$.



Figur 2.5: MLS sekvens.

- Logaritmisk sinus sweep
 - * Output har konstant amplitude.
 - * Auto-correlation er god.
 - * Sekvensens længde kan vælges arbitrært men bestemmer måletiden.
 - * Fantastisk udnyttelse af dynamic området (højt signalstøj forhold, SNR).
 - * Sweeps kan bade være stigende og faldende i frekvens.
 - * Dækker frekvensområdet $[f_1-f_2]$.

$$x(t) = \sin \left[\frac{2\pi f_1 T}{\ln \left(\frac{f_2}{f_1} \right)} \left(e^{\frac{t}{T} \ln \left(\frac{f_2}{f_1} \right)} - 1 \right) \right]$$
 (2.2)

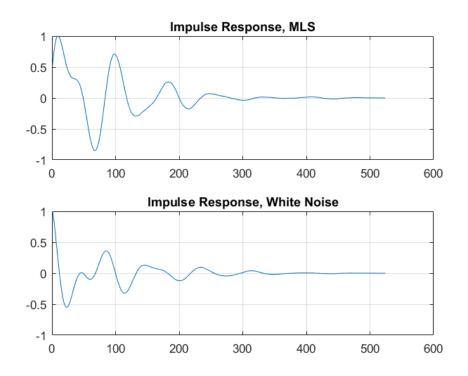
- Matematiske funktioner for sekvenser
 - Filtrering
 - * Convolution $(f \circledast g)(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau)g(t-\tau)d\tau$
 - Mønstergenkendelse
 - * Cross-corelation $(f \star g)(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f * (\tau)g(t+\tau)d\tau$
 - Gentagelsesgrad
 - * Auto-correlation $(f \star f)(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f * (\tau) f(t+\tau) d\tau$
- En lang måletid giver mere præcise resultater end korte måletider.
 - Hver gang man fordobler antallet af målinger (repetitioner) kan SNR forbedres med 6 dB ved midling.
- De mest præcise resultater for konstant måletid er "Logaritmisk Sinus Sweep".

2.1.6 Opgaver

1. Lav et MLS signal med orden 10.

```
1 %% LYAK L2 08-02-2018
2 % Lav et MLS signal med orden 10
3 m = 10;
4 buf = ones(1,m);
5
6 tap1=3;
7 tap2=10;
8
9 for i = (2^m)-1:-1:1
10 xorbit = xor(buf(tap1),buf(tap2)); % feedback bit
11
12 buf = [xorbit buf(1:m-1)];
13 y(i) = (-2 .* xorbit) + 1; % 0 -> 1; 1 -> -1
14 end
```

2. Find impulsresponsen ud fra de sammenhørende exitations- og målesignaler i filen meassigs.mat. Systemet er "målt" både med MLS og hvid støj.



```
%% LYAK L2 08-02-2018
  % Find impulsresponsen ud fra de sammenhoerende
     exitations- og maalesignaler i filen meassigs.mat
4 load('meassigs.mat');
  N = 524;
  % Cross correlation
 rxy_mls = xcorr(x_mls,y_mls);
  % Flip the correlation result and take the first N samples
  ryx_mls = fliplr(rxy_mls(1:N));
11
12
13 subplot (2,1,1)
14 plot(ryx_mls/max(ryx_mls));
  title('Impulse Response, MLS');
  grid;
  % Cross correlation
19 rxy_wn = xcorr(x_wn, y_wn);
  % Flip the correlation result and take the first N samples
  ryx_wn = fliplr(rxy_wn(1:N));
23 subplot (2,1,2)
24 plot(ryx_wn/max(ryx_wn));
25 title('Impulse Response, White Noise');
26 grid;
```

- 3. En 8 ohms højttaler har DC modstand på 6 ohm og virkningsgrad på 1 %.
 - (a) Bestem den producerede akustiske effekt, når højttaleren tilføres 2,83 volt.
 - (b) Lyden antages at udbrede sig sfærisk fra højttaleren. Beregn intensiteten og lydtrykniveauet på 2,5 meters afstand.
 - (c) Lydtrykket måles nu med en mikrofon hvis følsomhed er 5 mV/Pa. Hvilken spænding leverer mikrofonen?

a.

Virkningsgrad $\eta \coloneqq 0.01$

Tilført effekt $P_E \coloneqq \frac{\left(2.83\ V\right)^2}{6\ \varOmega} = 1.33\ W$

Akustisk effekt $P_A \coloneqq \eta \cdot P_E = 13.3 \; mW$

b.

Arealet af kuglen i afstanden r $S \coloneqq 4 \pi \cdot (2.5 \ m)^2 = 78.5 \ m^2$

Akustisk intensitet $I_A\!\coloneqq\!\frac{P_A}{S}\!=\!0.17\,\frac{mW}{m^2}$

Lydens hastighed $c := 344 \frac{m}{s}$

Luftens densitet $\rho \coloneqq 1.18 \; \frac{kg}{m^3}$

 $\mbox{Lydtryksniveauet i afstanden r} \qquad p_{RMS} \coloneqq \frac{1}{2.5 \ m} \cdot \sqrt{\frac{\rho \cdot c \cdot P_A}{4 \ \pi}} = 0.26 \ Pa$

 $L \coloneqq 20 \cdot \log \left(\frac{p_{RMS}}{20 \ 10^{-6} \ Pa} \right) = 82.4 \ dB$

c. Mikronfonens følsomhed

 $S \coloneqq 5 \frac{mV}{Pa}$

Mikrofonen leverer

 $V_{mic}\!\coloneqq\!S\!\boldsymbol{\cdot} p_{RMS}\!=\!1.31~mV$

Psykoakustik - Menneskets opfattelse af lyd

3.1 Lektion 15-03-2018

- 1. Ørets opbygning
- 2. Frekvensopfattelse
- 3. Lydniveau
- 4. Tonehøjde
- 5. Lokalisering af lydkilder (retningsbestemmelse)

• Pensum:

- 1. Master Handbook Of Acoustics, ch. 4
- 2. Audio Meetering, sec. 7, 10
- 3. Elektroakustik, TAS, p. 7-11

• Opgaver:

1. Lyd og Akustik - Lektion 3 - opgaver og øvelser

3.1.1 Psykoakustik

- Transmissionen fra en lyd i den fysiske verden til en menneskelig opfattelse.
- Detektion via sanseapparatet (uden erkendelse) eller som et egentlig lydindtryk (med erkendelse).

Psykometri

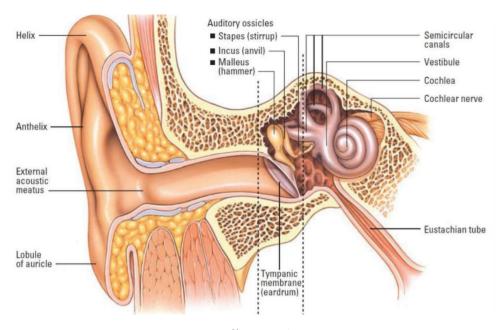
• Eksperiment med person under velkontrolerede forhold i en lydisoleret kabine. En uforstyrret forsøgsperson skal følge en simpel instruktion og afgive svar afhængigt af hvad han eller hun hører.

3.1.2 Ørets opbygning

- Det ydre øre
 - Består af et bruskskelet, beklædt med hud.
 - Trommehinden, en membran, adskiller øregangen fra mellemøret.

• Mellemøret

- Et luftfyldt hulrum mellem trommehinden og øresneglen.
- Er forbundet til svælget via en luftkanal, som sikrer at trykket i mellemøret kan udlignes med omgivelserne (flyve, dykke).
- Bygget op af 3 små knogler.
 - * Hammeren (malleus)
 - * Ambolten (incus)
 - * Stigbøjlen (stapes)
- Øreknoglerne benytter vægtstangsprincippet til at overføre energien i vibrationerne fra trommehinden til væsken i det indre øre.

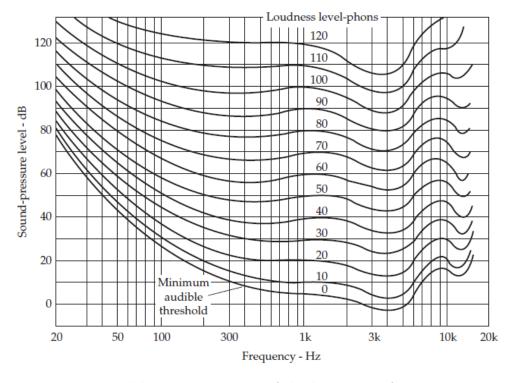


Figur 3.1: Ørets opbygning.

- Det indre øre
 - Består af øresneglen kaldet cochlea.
 - * Er ca 3.5 cm lang, Ø2mm og roterer ca 2.5 omgange.
 - * Indeholder sansetråde, der opfatter lydimpulser.
 - * Lydbølgerne bliver omsat til elektriske nerveimpulser.
 - Otoakustisk emission.
 - * Et normalt øre udsender selv lyde!

3.1.3 Lydniveau

- Øret er ikke lige så sensitiv for bas toner ved lave lydniveauer.
- Inverteres kurverne fåes ørets frekvensrespons i forhold til lydniveau (vægtningskurver hvor A svarer til nedslidningen af hørelsen).
- 40-phon contour = $40 \,\mathrm{dB}$ lydtryksniveau ved $1 \,\mathrm{kHz}$.
- Figur 3.2 viser hvordan lydtryksniveaut ændres for forskellige frekvenser for at blive opfattet som samme lydstyrke som 1 kHz referencen ved 40 phon.



Figur 3.2: Equal-loudness contours of the human ear for pure tones.

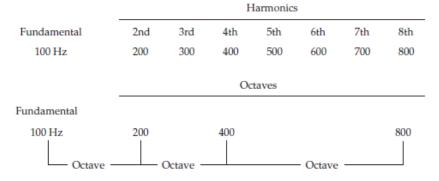
3.1.4 Frekvensopfattelse

• Frekvens er en objektiv parameter (generatorer, analysatorer).

- Pitch eller tonehøjde er en subjektiv parameter (pplevet).
 - I midt-frekvens området er opfattelsen af tonehøjde uafhænig af lydniveau.
 - I lav- og højfrekvens området er opfattelsen af tonehøjde en lille smule lydniveau afhænig.

3.1.5 Tonehøjde

- Tonehøjden (pitch) af en frekvens høres forskelligt af øret.
- Tonehøjden for en lav frekvens dæmpes når intensiteten øges mens tonehøjden for en høj frekvens øges når intensiteten øges.
- Harmonisk er en lineær skala.
- Oktaver er en logaritmisk skala ofte anvendt i musik fordi den skalerer bedre til ørets opfattelse af lyd.
 - En oktav er defineret ved en 2:1 ratio af to frekvenser.
 - Intervallet fra 100 Hz til 200 Hz opfattes som værende større end intervallet fra 200 Hz til 300 Hz.



Figur 3.3: Sammenligning mellem harmoniske og oktaver.

$$\frac{f_2}{f_1} = 2^n \tag{3.1}$$

 f_2 = frequency of the upper edge of the octave interval, Hz

 f_1 = frequency of the lower edge of the octave interval, Hz

n = number of octaves

- Scopet af det hørbare spektrum er 20 Hz til 20 kHz.
 - Der er lyde der ikke kan høres af øret. Det er frekvenser der er lavere end det hørbare spektrum (infrasound) og frekvenser der er højere end det hørbare spektrum (ultrasound).

3.1.6 Lokalisering af lydkilder

Retningsbestemmelse

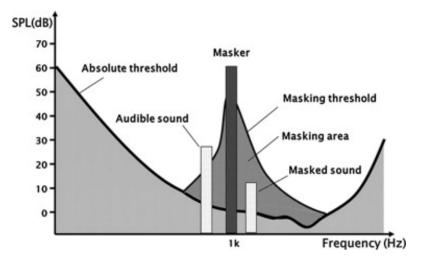
- Øregangen fungerer som en kvart-bølge rør der er lukket i den ene ende af trommehinden og danner resonanser.
- Overførelsesfunktionen ved indgangen til øregangen ændres ved forskellige retninger (horisontal og vertikal) af lyden.
- Man kan retningsbestemme helt ned til 1° ændring i lydens lokation.

Maskering

- En lyd kan overdøve (maskere) en anden lyd.
- **Simultan maskering** hvor det maskerende og det maskerede signal til stede samtidig.
 - Fuldstændig maskering hvor det maskerede signal overdøves fuldstændigt af det maskerende signal.
 - Partiel maskering hvor det maskerede signal ikke overdøves fuldstændig, men den oplevede styrke (hørestyrken) påvirkes.
 - Central maskering hvor hørestyrken på det ene øre kan påvirkes af en lydpåvirkning af det andet øre.
- **Pre-maskering** hvor et lydsignal maskeres af et efterfølgende kraftigere signal.
 - Bagud i tid (ca. 20 ms).
 - Ikke specielt afhængig af niveauet af det maskerende signal.

• **Post-maskering** hvor et lydsignal maskeres af et forudgående kraftigere signal.

- Fremad i tid.
- Afhængig af maskeringssignalets varighed (kortere signal medfører kortere maskering).



Figur 3.4: Maskering.

Lydens opførsel i lukkede rum

4.1 Lektion 15-02-2018

- 1. Stående bølger
- 2. Geometrisk rumakustik
- 3. Refleksion
- 4. Diffraktion
- 5. Statistisk rumakustik
- 6. Absorptionskoeffficienter

• Pensum:

- 1. Master Handbook of Acoustics, ch. 6, 7, 11, 13
- 2. Elektroakustik, TAS, p. 89-96

• Opgaver:

1. Lyd og Akustik - Lektion 4 - opgaver og øvelser

4.1.1 Stående bølger

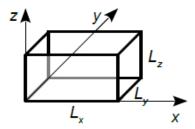
Et retvinklet rum vil have et system af egenfrekvenser. Her vil plane bølger spejles så de understøtter bestemte frekvenser. Dette sker gennem konstruktiv interferens.

Den laveste frekvens hvor der kan dannes resonans i en akseretning har en bølgelængde på halvdelen af længdedimensionen $(L_x, L_y \text{ og } L_z)$. Trykbølgen reflekteres ved væggen og refleksionen kan derfor understøtte den efterfølgende bølgefront.

• Ved 5 m afstand mellem to vægge er den lavest mulige resonans $f_0 = 34 \,\text{Hz}$. Hertil kommer også resonans ved de harmoniske frekvenser på 68 Hz, $102 \,\text{Hz}$, ... Tilsvarende gælder for de andre akseretninger.

Der er mulighed for stående bølger som involverer fire eller seks vægge. Dette beskrives ved at to eller tre værdier af index $(n_x, n_y \text{ og } n_z)$ er forskellige fra nul. De tre indeksværdier kombineres til et enkelt ved at udnytte at N er den højest mulige værdi. Herved kan resonanserne plottes som funktion af et fælles indeks n.

Modellen gælder indtil frekvenser hvor usikkerheden på længderetningen bliver sammenlignelig med bølgelængden. Det kan vises at den øvre grænse er i cirka $550\,\mathrm{Hz}$ for et normalt beboelsesrum hvorved det enkelte indeks er begrænset til området $n=0\dots 7$.



Figur 4.1: Plane lydbølger kan eksistere i et rektangulært rum.

Resonanser

$$f_n = \sqrt{\left(\frac{n_x c}{2L_x}\right)^2 + \left(\frac{n_y c}{2L_y}\right)^2 + \left(\frac{n_z c}{2L_z}\right)^2} \tag{4.1}$$

Øvre grænse

$$f_{max} \approx \frac{c}{2\pi\Delta L} \tag{4.2}$$

$$N \approx 1 + \frac{V}{S\Delta L} \tag{4.3}$$

V rummets volume m^3

 ΔL længdedimensionen

S lydabsorberende areal

- Ved lave frekvenser er det let at adskille de enkelte resonanser.
- Ved højere frekvenser rykker resonanserne sammen og flere resonanser vil blive aktiveret i større eller mindre grad af en stationær tone.
- Når centerfrekvensen af et antal resonanser falder indenfor båndbredden af det enkelte filter er det umuligt at skelne mellem egenfrekvenserne.
- Grænsefrekvensen mellem det område hvor de enkelte resonanser kan erkendes og det område hvor de er smeltet sammen kaldes for Schröder frekvensen.
- Findes fra rummets volumen V og efterklangstid T_{60} . Teorien antager at der vil ligge mindst tre resonanser indenfor det midterste filters –3dB båndbredde.

$$f_s = 2000\sqrt{\frac{T_{60}}{V}} \tag{4.4}$$

- Rummets resonanser er ansvarlig for efterklangen i rummet.
- En højttaler udsender et støjsignal der indeholder alle frekvenser så samtlige resonanser i rummet aktiveres.
- Når lydniveauet er blevet konstant standses lyden fra højttaleren og lydniveauet aftager i takt med at lydenergien absorberes i tæpper, træpaneler og vinduer samt luften selv.
- Efterklangstiden T_{60} er defineret som tiden indtil signalet er reduceret til $-60\,\mathrm{dB}$ af det oprindelige niveau.
- Resonanserne kan beskrives ved dæmpede svingninger der fra filterteorien repræsenteres af et anden-ordens filter for hver resonans.

$$H(s) = \sum_{n=0}^{N} \frac{C_n}{s^2 + 2d_n \omega_n s + \omega_n^2}$$
 (4.5)

$$h(t) = \sum_{n=0}^{N} C_n \sin(\omega t) \exp(-d_n \omega_n t)$$
 (4.6)

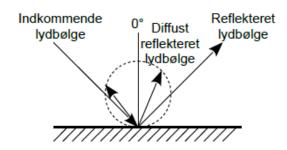
4.1.2 Geometrisk rumakustik

En lydbølge fra lydgiveren udbredes med en konstant hastighed i alle retninger. En lytter i nogen afstand fra lydgiveren vil modtage lydbølgen efter en forsinkelse t_D på cirka 3ms per meter.

Lydbølgen vil fortsætte sin udbredelse indtil den rammer en flade i rummet hvor den reflekteres og den reflekterede bølgefront kan derfor nå frem til lytteren efter yderligere forsinkelse. Øret vil modtage et system af lydbølger der både beskriver det materiale der lyttes på og det rum lydkilden og personen befinder sig i.

Refleksion

- Et rums impulsrespons kan beregnes ved at følge de veje som refleksionerne vil løbe. Resultatet bliver kun en tilnærmelse uanset hvor omhyggeligt der beregnes.
- En refleksion forløber ikke med stor præcision. Der opstår en udtværing af det reflekterede signals retning som nu spredes i enhver retning og ikke alene er givet af signalets ind- og udfaldsvinkler.
- Den direkte spejling står for cirka 80 % af energien i den indfaldne bølgefront og den diffuse udstråling i enhver retning står for den resterende energi.
- Som model af den diffuse stråling anvendes statistiske metoder for at ændre lidt på refleksionens retning i forhold til en direkte spejling.



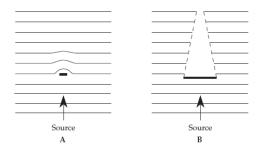
Figur 4.2: En lydbølges refleksioner sker både som en direkte spejling af lydbølgen og som en diffus lydbølge.

Diffraktion

Hvordan lydbølger bøjes af små forhindringer og hvordan lydbølger udbredes efter små åbninger.

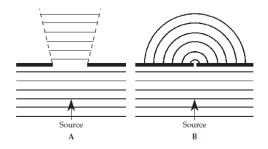
• En forhindring meget smallere end lydbølgen gør at lydbølgen kan passere uden at blive synderligt forstyrret.

• En forhindring større end lydbølgen vil resultere i at der bliver kastet en skygge (casts a shadow) der vil blive bestrålet fra kilder, der går forbi forhindringen.



Figur 4.3: Diffraktion er wavelength-dependent.

- Diffraktionen afhænger af den relative størrelse af åbningen.
- En stor åbning med hensyn til bølgelængde tillader lydbølger at gå igennem med en lille forstyrrelse.
 - Disse bølgefronter virker som nye kilder, der udstråler lydenergi i skyggezonen.
- Hvis åbningen er lille i forhold til bølgelængden, vil de små bølgefronter, der trænger ind i åbningen virke som punktkilder.
 - Disse små bølgefronter vil udstråle et halvkugleformet lydfelt ind i skyggezonen.



Figur 4.4: Lydbølger der rammer en barriere med en åbning.

4.1.3 Statistisk rumakustik

• Antager at lydenergien er konstant overalt i rummet.

• Sabines formel for efterklangstiden T_{60} som funktion af rummets volumen V og det lydabsorberende areal S.

$$T_{60} = \ln(10^6) \frac{4V}{Sc} = 55.3 \frac{V}{Sc} = 0.16 \frac{V}{S}$$
 (4.7)

- For lyddæmpede rum giver Sabines formel en efterklangstid selv om der ikke er refleksioner. En modificeret udgave af Sabines formel blev udledt af Eyring.
- Eyrings formel er modificeret ud fra geometriske betragtninger.

$$T_{60} = 0.16 \frac{V}{4mV - S\ln(1 - \alpha)} \tag{4.8}$$

$$\alpha = \frac{1}{S} \sum_{n} S_n \alpha_n$$

 $m \approx 0.0011 m^{-1}$ ved 1 kHz, 20 °C og 60 % relativ luftfugtighed

m kan ignoreres for mindre rum og rum med ringe dæmpning bliver formlen lig med Sabines.

4.1.4 Absorptionskoeffficienter

- Typisk opsætning af lydabsorberende skumplast og Rockwool er direkte på en hård betonvæg.
- Tykkelsen er afgørende for hvor lave frekvenser der kan dæmpes da partikelhastigheden er nul ved væggen så det er kun ved høje frekvenser at der er bevægelse i luften inde i materialet.
- For at opnå større absorption ved lave frekvenser kan benyttes absorbere baseret på en membran.
 - De består af en plade eller film af træ, plast eller metal som lydtrykket får til at vibrere.
 - Derved skal luften bag ved membranen også svinge så luften presses igennem det absorberende materiale.

4.1.5 Opgaver

1.

Beregn de første 10 rum-resonanser i lyttestuen. Angiv hvilke der er aksiale. Beregn også Schröder-frekvensen og estimer efterklangstiden T60.

```
% Konstanter
Lx = 5; Ly = 4; Lz = 2.5; % Rummets dimensioner
c = 344;
                             % Lydens hastighed (m/s)
f1 = (c/2) * (sqrt(((1^2)/Lx^2) + ((0^2)/Ly^2) + ((0^2)/Lz^2)))
f1 = 34.4000
f2 = (c/2) * (sqrt(((0^2)/Lx^2) + ((1^2)/Ly^2) + ((0^2)/Lz^2)))
 f2 = 43
f3 = (c/2) * (sqrt(((1^2)/Lx^2) + ((1^2)/Ly^2) + ((0^2)/Lz^2)))
 f3 = 55.0669
f4 = (c/2) * (sqrt(((0^2)/Lx^2) + ((0^2)/Ly^2) + ((1^2)/Lz^2)))
 f4 = 68.8000
f5 = (c/2) * (sqrt(((1^2)/Lx^2) + ((0^2)/Ly^2) + ((1^2)/Lz^2)))
 f5 = 76.9207
f6 = (c/2) * (sqrt(((0^2)/Lx^2) + ((1^2)/Ly^2) + ((1^2)/Lz^2)))
 f6 = 81.1322
f7 = (c/2) * (sqrt(((2^2)/Lx^2) + ((0^2)/Ly^2) + ((0^2)/Lz^2)))
 f7 = 68.8000
f8 = (c/2) * (sqrt(((1^2)/Lx^2) + ((1^2)/Ly^2) + ((1^2)/Lz^2)))
 f8 = 88.1238
f9 = (c/2) * (sqrt((0^2)/Lx^2) + ((2^2)/Ly^2) + ((0^2)/Lz^2)))
f10= (c/2) * (sqrt(((2^2)/Lx^2) + ((1^2)/Ly^2) + ((0^2)/Lz^2)))
 f10 = 81.1322
```

```
% Indeks
fLx = zeros(1,2);
fLy = zeros(1,2);
fLz = zeros(1,2);
% Aksiale resonanser
for n = 1:2
    fLx(n) = (n*c)/(2*Lx);
    fLy(n) = (n*c)/(2*Ly);
    fLz(n) = (n*c)/(2*Lz);
fLx
fLx =
   34.4000 68.8000
fLy
fLy =
    43
          86
fLz
 fLz =
   68.8000 137.6000
V = Lx*Ly*Lz;
                              % Rummets volume (m3)
S = (Ly*Lz);
                              % Lydabsorberende areal S (alpha for gardin)
T60 = 55.3*(V/(S*c))
                              % Efterklangstiden (s)
 T60 = 0.8038
fs = 2000*sqrt(T60/V)
                              % Schröder frekvensen
 fs = 253.5790
```

2.

Giv et bud på delay og relativ styrke for alle 1. ordens reflektioner (for faste kilde/lytter placeringer). Tegn impulsresponsen som søjler langs en tidsakse, hvor lyddæmpningen medtages efter afstandsreglen og eventuelt en vurdering af dæmpningen ved refleksion i fx loftplader.

3.

Beregning af efterklangstiden T60 efter Sabine for forskellige rum. Vurdering af absorption ved brug af kurverne i Elektroakustik, side 50-51 eller "Report 2 – Absorber"fra Campus, eller formler fundet på nettet.

```
% Beregning af efterklangstiden
Lx = 5; Ly = 4; Lz = 2.5;
                                 % Rummets dimensioner
V = Lx*Ly*Lz;
                                % Rummets volume (m3)
disp('T60 for skum, rockwool 25mm, gardin')
T60 for skum, rockwool 25mm, gardin
alpha = [1 0.83 0.35]
                                 % [skum, rockwool 25mm, gardin]
 alpha =
    1.0000
             0.8300
                       0.3500
S = (Ly*Lz).*alpha;
                                 % Lydabsorberende areal S
T60 = 0.16*(V./S)
                                 % Efterklangstiden (s)
 T60 =
    0.8000
            0.9639
                       2.2857
```

4.

Bestem de rumakustiske parametre T60, EDT, og C80 ud fra impulsresponsen i filen roomir.mat.

4.1.6 Øvelser

Øvelse 4.1

Opstilling af en højttaler og eftersøgning efter resonansfrekvenserne fra opg. 1. Bestemmelse af tryk-maksima og sammenhold det med teorien for trykmaksima i hjørnet. Sammenligning med den beregnede øvre grænse f_{MAX} eller N for betydningen af afvigelser fra et rektangulært rum.

Øvelse 4.2

Måling af T60 ved en højttaler med hvid/rosa støj, der pludseligt afbrydes, eller ved et klap i hænderne: Klasseværelset, musiklytterummet (med en skrå væg), efterklangsrummet i kælderen og det lyddøde rum. Relater målingerne til de beregnede resultater fra opg. 3.

Virtuel akustik - Spejlkildemodel

5.1 Lektion 22-02-2018

- 1. Virtuel Akustik
- 2. Ray Tracing Method
- 3. Image Source Method
- 4. Reflektogram

• Pensum:

- 1. The Use of Computer Modeling in Room Acoustics, J. H. Rindel
- 2. Image Method For Efficiently Simulating Small-Room Acoustics, Jont B. Allen and David A. Berkley

• Opgaver:

1. Lyd og Akustik - Lektion 5 - opgaver og øvelser

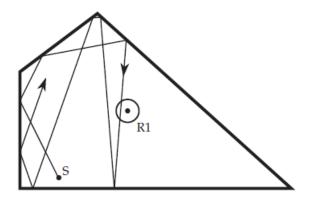
5.1.1 Virtuel Akustik

- Audio for virtual reality has many equivalent terms, such as auralization, virtual acoustics, binaural room simulation and auditory display.
- Common approach to auralization is a two-stage process:
 - Computation of an impulse response (IR) representing an acoustic space.
 - Convolution of this impulse response with a dry (anechoically recorded or synthetically generated) source signal.

5.1.2 Ray Tracing Method

• Den samlede energi der udsendes af en source er fordelt som stråler i et bestemt antal af retninger.

- Energien af hver enkel stråle er lig med den samlede energi delt med antallet stråler.
- Afhængig af overfladens absorption vil hver stråle spejles med indfaldsvinklen er lig med vinklen på refleksionen eller diffus reflekteret, hvor retningen af den reflekterede stråle er randomiseret.
- For at opnå et beregningsresultat relateret til en bestemt receiver position R1 er det nødvendigt at definere et område eller en volumen omkring receiveren for at fange strålerne.
- Der er en risiko for beregne falske refleksioner og at nogle mulige refleksioner ikke findes.



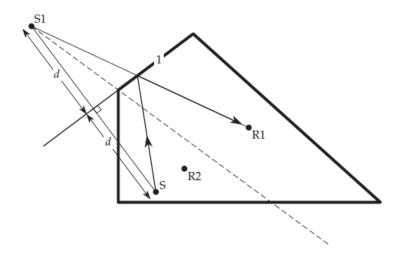
Figur 5.1: Ray Tracing - source S, receiver area R1.

5.1.3 Image Source Method

- Et virtuelt image af den faktiske kilde (real source) bestemmes ved at reflektere kilden vinkelret på tværs af en rumgrænse (boundary).
- Den virtuelle kilde (image source) er placeret i en afstand d der svarer til den dobbelte afstand mellem source og rumgrænsen (vinkelret).
- Afstanden mellem den virtuelle kilde S1 og receiveren R1 svarer til refleksions distancen (reflection path) mellem S og R1.

• Refleksionerne af alle reelle og virtuelle kilder, der krydser en rumgrænse, skaber et mirror image.

- Ved et rekangulært rum vil alle virtuelle kilder være synlige i alle positioner i rummet og beregningen er hurtig.
- Gælder ikke ved irregulære rum. Validering af hvert image er påkrævet og antallet af beregninger bliver hurtigt mange.
- 2. ordens refleksion når en stråle rammer 2 rumgrænser inden den når receiveren.



Figur 5.2: ISM - real source S, virtual source S1, receiver R1.

Estimat af antallet N refleksioner som receiveren vil modtage indenfor tiden t.

$$N_{refl} = \frac{4\pi c^3}{3V} t^3 \tag{5.1}$$

Ved n antal rumgrænser = n antal mulige 1. ordens image sources som kan medføre n-1 2. ordens image sources.

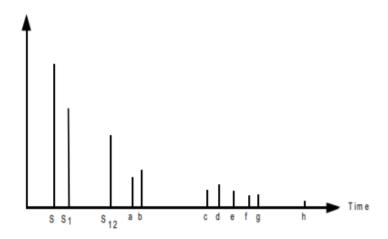
Estimat af mulige image sources ved i ordens image source.

$$N_{sou} = 1 + \frac{n}{(n-2)}((n-1)^i - 1) \approx (n-1)^i$$
 (5.2)

5.1.4 Reflektogram

• Viser ankomsten af tidlige refleksioner til en receiver.

• Arrival time (x-aksen) og energi af refleksionen (y-aksen).



Figur 5.3: Reflectogram for receiver R med 2 image sources.

5.1.5 Øvelser

- 1. Øvelse 5.1: Modeller et virtuelt rum vha. spejlkildemetoden. Bestem selv rummets dimensioner, absorbtions-koefficienter for overfladematerialerne (keep it simple) og position af lydkilde og modtager. Generer et reflektogram h1(n) fra en tænkt lydkilde (fast position) til en modtager. Modelleringsorden N bør ikke overstige 10 det skulle dække alle tidlige reflektioner.
- 2. Øvelse 5.2: Lav et estimat af efterklangstiden for det virtuelle rum i øvelse 5.1 via Sabine's formel og konstruer dernæst en efterklangshale (eksponentielt vægtet hvid støj), som hægtes efter h1(n). Så får vi et væsentligt længere reflektogram h2(n). Hvad mangler for at h2(n) ligner en "rigtig" målt impulsrespons?

1 %% LYAK L5 22-02-2018

Virtuel akustik - Auralisation

6.1 Lektion 01-03-2018

- 1. Impulsrepsonser
- 2. Auralisation af rum
- 3. Binaural Analysis

• Pensum:

- 1. Master Handbook of Acoustics, ch. 26 (5. edition) or ch. 30 (6. edition)
- 2. Modelling Acoustic Spaces For Audio Virtal Reality, U. Peter Syensson

• Opgaver:

1. Lyd og Akustik - Lektion 6 - opgaver og øvelser

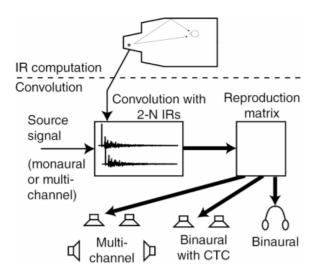
6.1.1 Impulsrepsonser

- Image Source Method og Ray Tracing kan bruges til at bestemme RIR (Room Impulse Response).
- Medregner frekvensafhængige karakteristikker såsom absorptionskoefficienter for materialer og højtalerens impulsrepsons.

6.1.2 Auralisation of rum

• Beregning af RIR (Room Impulse Response) og derefter BRIR (Binaural Room Impulse Response) er nødvendigt.

• Disse impulsresponser foldes med et signal som enten skal være syntestisk genereret eller optaget i lyddødt rum (tørt signal).

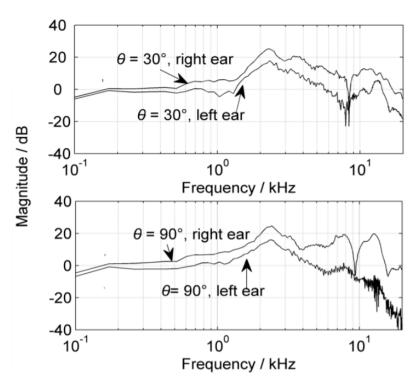


Figur 6.1: Auralisation system med impulsiesponse (IR) og foldning.

6.1.3 Binaural Analysis

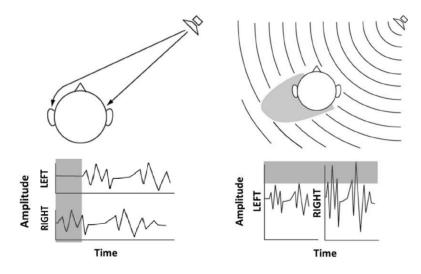
- Lytteren bliver karakteriseret med overførelsesfunktion HTRF (headrelated transfer function).
- Differensen i responset ved hvert øre, med og uden en lytter tilstede.
- Information om arrival time, energi, og dets vinkel i forhold til receiveren (venstre/højre øre).
- Retningsopfattelse er vanskelig når ITD er nul (; 10 µs).
- Eneste hjælp er det ydre øres frekvensfarvning.
- Vi benytter små hoveddrejninger for at forbedre lokalisationen.

• Head-Related Transfer Function (HRTF)



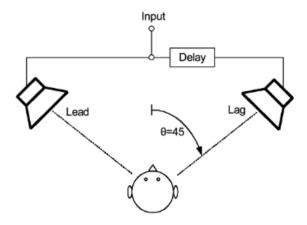
Figur 6.2: Head-Related Transfer Function (HRTF).

- Interaural Time Difference (ITD)
- Interaural Level Difference (ILD)



Figur 6.3: V: ITD. H: ILD.

- Precedence effekt
 - Haas effect Law of the first wave front.
 - Fantomkilder ved stereo.



Figur 6.4: Haas effekt.

 $\bullet\,$ Ekko kan være op til 10 dB kraftigere end den direkte lyd uden at ændre retningsopfattelse.

Gengivelse af lyd

7.1 Lektion 22-03-2018

- 1. Højttalerens model
- 2. Elektrisk
- 3. Mekanisk
- 4. Akustisk

• Pensum:

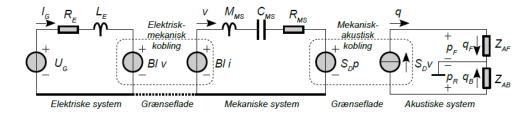
1. Elektroakustik, TAS, p. 29-41

• Opgaver:

1. Lyd og Akustik - Lektion 7 - opgaver og øvelser

7.1.1 Højttalerens model

- Er en transducer som omsætter elektrisk energi til akustisk energi.
- Benytter en let og stiv membran som sættes i bevægelse af en elektromagnetiske kraft for at overføre energi til luften.

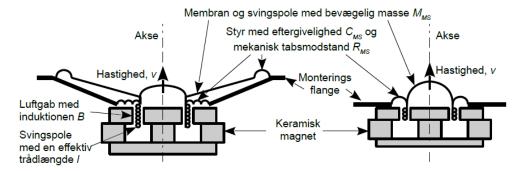


Figur 7.1: Model af elektro-dynamiske højttaler. (Elektroakustik, TAS)

7.1.2 Snittegning

• Membranen kan kun bevæge sig i akseretningen (lodret).

- For en bashøjttaler kan bagsidens lydtryk passere gennem huller i rammen og undertiden gennem et hul i magnetens centerdel.
- For en diskanthøjttaler er bagsiden spærret inde i et lukket rum.

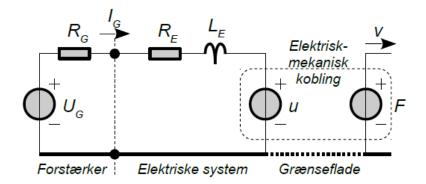


Figur 7.2: Snit igennem bashøjttaler (venstre) og diskant (højre). (Elektroakustik, TAS)

- Bas
 - Model gyldig til cirka 500 Hz
 - Radius $a = 100 \,\mathrm{mm}$
- Diskant
 - Model gyldig til cirka 2 kHz
 - Radius $a = 12 \,\mathrm{mm}$

7.1.3 Elektriske system

- Nær kobling mellem systemerne.
- Den elektriske impedans afspejler forholdene i det mekaniske- og akustiske system.
- Gør det er muligt at måle alle vigtige parametre for alle tre systemer alene fra den elektriske side.



Figur 7.3: Højttalerens elektriske system. (Elektroakustik, TAS)

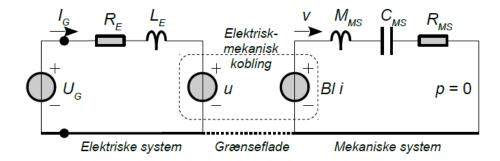
- Højttalerens elektriske system består af følgende:
 - Effektforstærkeren.
 - * Repræsenteret ved en spændingskilde U_G .
 - Modstanden R_E fra svingspolens tråd.
 - Selvinduktionen L_E fra spolens bevikling.
- Reaktionen fra det mekaniske system beskrives ved:
 - Spændingskilden Blv for Faradays induktionslov som følge af den hastighed v svingspolen bevæger sig med.
- Højttalerens "motor" beskrives ved:
 - Kraftfaktoren Bl hvor B er magnetfeltets induktion og l den effektive længde af tråd der befinder sig i magnetfeltet.
 - Svingspolens selvinduktion er betydende over frekvensen f_1 .

Typiske værdier

- $U_{GRMS} = 2.83 \,\mathrm{V}$ for $1 \,\mathrm{W}$ i nominelt $8 \,\Omega$ swarer til $U_{GPEAK} = 4 \,\mathrm{V}$.
- $R_E = DC$ modstand af ledningen (Ω) typisk $6.4\,\Omega$ for 8 ohm højtaler.
- L_E = Selvinduktion af spolen (H) typisk 1 mH for bas.
- Bl = h øjttalerens kraftfaktor (T m) typisk 10 T m (10 N A^{-1}).

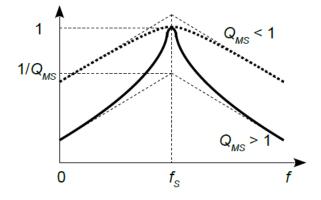
7.1.4 Mekaniske system

 \bullet Den elektrisk-mekanisk grænseflade beskrives ved højttalerens kraftfaktor Bl.



Figur 7.4: Højttalerens elektro-mekaniske model. (Elektroakustik, TAS)

- Kraften på svingspolen er givet ved højttalerens kraftfaktor og strømmens styrke F = Bli.
 - Vil accelerere massen af svingspole og membran M_{MS} efter Newtons anden lov.
- Styrene fungerer som en fjeder når svingspole og membran bevæges.
 - Trækker svingspole og membran tilbage igen i takt med at afstanden øges fra ligevægt.
- Intern friktion i styrene gør at der tabes energi og modelleres ved en mekanisk modstand R_{MS} .
- Andre tabsmekanismer (dæmpningmsmaterialet i kabinettet og den afgivne lydeffekt) kan inkluderes ved at justere på R_{MS} .



Figur 7.5: Resonansfrekvensen vil dø ud. (Elektroakustik, TAS)

- Det mekaniske system vil svinge frivilligt hvis det sættes i gang.
- Hastigheden er proportional med frekvensen under den mekaniske resonans og den aftager med frekvensen over resonansen.

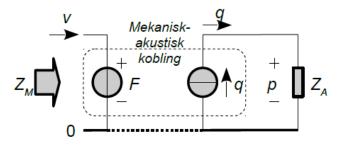
$$Q_{MS} = \frac{1}{R_{MS}} \sqrt{\frac{M_{MS}}{C_{MS}}}$$

Typiske værdier

- $M_{MS} = \text{Masse af bevægeligt system (kg) typisk 5 g ... 20 g.}$
- $R_{MS} = \text{Friktionstab } (\text{N s m}^{-1}) \text{ typisk } 1 \,\text{N s m}^{-1}.$
- f_S = Resonansfrekvens (Hz) typisk 35 Hz.
- $Q_{MS} = \text{Godhed af resonans typisk } 0.35.$

7.1.5 Akustiske system

 \bullet Den mekanisk-akustiske grænseflade udgøres af membranens areal $S_D.$



Figur 7.6: Højttalerens makaniske-akustiske model (Elektroakustik, TAS)

Typiske værdier

- $S_D = \pi a^2 = \text{stemplets areal (m}^2)$
- $q = S_D v = \text{volumehastighed (m}^3 \, \text{s}^{-1})$
- $Z_A = \frac{p}{q} = \text{strålingsimpedansen}\left(\frac{\text{Nm}^{-2}}{\text{m}^3\text{s}^{-1}}\right)$

7.1.6 Thiele-Small parametre

• Højttalerens parametre beskrives i dens datablad som dens Thiele-Small parametre.

• Den elektro-mekaniske model kan benyttes til at bestemme værdien af højttalerens parametre.

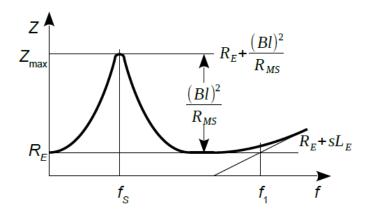
Thiele-Small parameter	Symbol
DC modstand	RE
Svingspolens selvinduktion	LE
Resonansfrekvens	f _s
Masse af bevægelige system	M _{MS}
Eftergivelighed af styr	C _{MS}
Mekanisk godhed	Q _{MS}
Elektrisk godhed	QES
Mekanisk tabsmodstand (beregnet fra data)	R _{MS}
Ækvivalent volumen	V _{AS}
Kraftfaktor	BI
Membranens effektive areal	S _D
Maksimal lineær bevægelse	X _{MAX}
Følsomhed ($r = 1 \text{ m}, U_{GRMS} = 2,83 \text{ V}$)	S

Figur 7.7: Højttalerens makaniske-akustiske model (Elektroakustik, TAS)

7.1.7 Elektrisk og mekanisk impedans

- De seriekoblede impedanser fra det mekaniske system optræder nu som parallelkoblede reciprokke impedanser i serie med svingspolens DC modstand og selvinduktion.
- Impedansen vil have DC modstanden R_E som mindste værdi.
- Der vil være en top på $R_E + R_{ES}$ ved den frekvens f_S hvor massen og eftergiveligheden går i resonans.
- Impedansen stiger for frekvenser over f_1 på grund af svingspolens selvinduktion.

- Resonansfrekvens $f_S = \frac{1}{2\pi\sqrt{M_{MS}C_{MS}}}$
- Elektrisk impedans $Z_E = \frac{u}{i} = \frac{(Bl)^2}{Z_M}$
- Mekanisk impedans $Z_M = \frac{F}{v} = S_D^2 Z_A$
- $F = S_D p$



Figur 7.8: Elektrisk og mekanisk impedans kurve (Elektroakustik, TAS)

7.1.8 Mekanisk og akustisk impedans

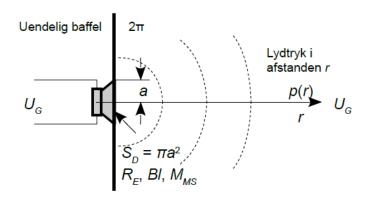
- \bullet Den akustisk impedans Z_A er givet ved forholdet mellem lydtryk og volumehastighed.
- ullet Volumehastigheden q der er hastigheden af det volumen af luft som membranen flytter.
- Lydtrykket p der er den kraft luften påvirker membranen med som følge af bevægelsen.
- Strålingsimpedans $Z_A = \frac{p}{q} = \frac{Z_M}{S_D^2}$
- $q = S_D v$

7.1.9 Lydtryk

- Højttalerens måleblad benytter et halvt rum.
- Højttaleren placeres med målemikrofonen i en afstand på 1 m fra højttalerens akse.
- Effektforstærkeren indstilles til amplituden 4 V for en effekt på 1 W ved 8 Ω .
- Lydtrykket $p2\pi$ i afstanden r.

$$\bullet |p2\pi| = \frac{\rho S_D B l}{2\pi r M_{MS} R_E}$$

•
$$L = 20 \log_{10} \left(\frac{p2\pi_{rms}}{p_{ref}} \right)$$



Figur 7.9: Højttaleren bekrives ved placering i en uendeligt baffel (2π) . (Elektroakustik, TAS)

Typiske værdier

- p = amplituden af trykvariationen (Pa) typisk 1 Pa.
- r = afstanden til mikrofonen (m) typisk 1 m.

7.1.10 Øvelser

Øvelse 7.1

Studer modellen med filnavnet: PC Loudspeaker.xmcd. Hvad betyder det at ændre styrets eftergivelighed (C_{MS}) , det bevægelige systems masse (M_{MS}) og den elektriske dæmpning til det dobbelte af den nominelle værdi af C_{MS} , M_{MS} og R_E . Fx én efter én?

Det vi sigter efter er påvirkningen af resonansfrekvensen, dæmpningsfaktoren Q (godheden) og lydtrykket i det frekvensuafhængige område.

ELEKTRISK SYSTEM

Urms for 1 W I nominelt 8 Ω $U_G\!\coloneqq\!2.83~V$

DC MODSTAND $R_E\!\coloneqq\!6.0~\Omega$

SVINGSPOLENS SELVINDUKTION $L_E\!\coloneqq\!0.65~mH$

MEKANISK SYSTEM

MASSE AF BEVÆGELIGE SYSTEM $M_{MS}\coloneqq 0.007~kg$

EFTERGIVELIGHED AF STYR $C_{MS} \coloneqq 1.54 \; \frac{mm}{N}$

FRIKTIONSTAB $R_{MS} = 0.62 \ N \cdot \frac{s}{m}$

HØJTALERENS KRAFTFAKTOR $Bl = 5.1 \ T \cdot m$

AKUSTISK SYSTEM

STEMPLETS AREAL $S_D \coloneqq 0.0054 \, m^2$

DENSITET AF LUFT $ho \coloneqq 1.18 \; \frac{kg}{m^3}$

PÅVIRKNING AF:

RESONANSFREKVENSEN $f_S \!\coloneqq\! \frac{1}{2 \; \pi \!\cdot\! \sqrt{M_{MS} \!\cdot\! C_{MS}}} \!=\! 48.5 \; Hz$

DÆMPNINGSFAKTOREN $Q_{TS}\!\coloneqq\!\frac{1}{\frac{\left(Bl\right)^2}{R_E}\!+\!R_{\!MS}}\!\cdot\!\sqrt{\frac{M_{\!MS}}{C_{\!MS}}}\!=\!0.43$

 $\begin{array}{ll} \text{LYDTRYKKET I DET} & p_{2\pi} \coloneqq \frac{\rho \cdot S_D \cdot Bl}{2 \ \pi \cdot 1 \ m \cdot M_{MS} \cdot R_E} \cdot U_G = 0.35 \ \textit{Pa} \end{array}$

 $L = 20 \cdot \log \left(\frac{p_{2\pi}}{20 \cdot 10^{-6} Pa} \right) = 84.8 \quad dB$

- Fordobling af den nominelle værdi af
 - $-C_{MS}$
 - * Resonansfrekvensen f_S falder til $\approx 34\,\mathrm{Hz}$
 - * Dæmpningfaktoren Q ændres til ≈ 0.3
 - $-M_{MS}$
 - * Resonansfrekvensen f_S falder til $\approx 34\,\mathrm{Hz}$
 - * Dæmpningfaktoren Q ændres til ≈ 0.6
 - * Lydtrykket L falder til $\approx 78\,\mathrm{dB}$
 - * Der skal mere energi til at systemet svinger
 - $-R_E$
 - * Resonansfrekvensen f_S ændres ikke
 - * Dæmpningfaktoren Q ændres til ≈ 0.8
 - * Lydtrykket L falder til $\approx 79\,\mathrm{dB}$
 - * Der skal mere spænding til at levere samme strøm

Øvelse 7.2

Måling af lydtryk fra en højttaler (fx ved 300 Hz) og sammenligne med teorien for den massestyrede højttaler. Højttalerens mekaniske parametre $(S_D, Bl, M_{MS} \text{ og } R_E)$ skal være kendt, mikrofonen skal være kalibreret og ligeledes for indstillingen af effektforstærkeren.

Øvelse 7.3

Måling af nogle af en højttalers parametre, som beskrevet i Elektroakustik, side 33. For eksempel måling af DC modstand (R_E) med ohmmeter, stempelareal (S_D) med lineal og kraftfaktor (Bl) ved brug af en lille masse og strøm i svingspolen.

Højttalerdesign

Lyddæmpning og lyddiffusion