Medizinische Bildanalyse Wintersemester 2024/25



3. Bildgebende Verfahren

Prof. Dr.-Ing. Thomas Schultz

URL: http://cg.cs.uni-bonn.de/schultz/

E-Mail: schultz@cs.uni-bonn.de

Büro: Friedrich-Hirzebruch-Allee 6, Raum 2.117

4./11./18./25. November 2024



3.1 Röntgenbildgebung

Kurze Geschichte der Röntgenstrahlung

- Röntgenstrahlung wurde am 8. November 1895 von Wilhelm Conrad Röntgen in Würzburg entdeckt
 - Er selbst nannte sie "X-Strahlung", englisch noch heute "X-ray"
 - 28.12.1895: "Über eine neue Art von Strahlen"
 - 1901: Röntgen erhält den ersten Nobelpreis in Physik überhaupt



Wilhelm Conrad Röntgen



Röntgenbild der Hand seiner Frau 3

Klinische Anwendung: Radiographie

• Die **Radiographie** erzeugt mittels Röntgenstrahlung zweidimensionale Projektionsbilder



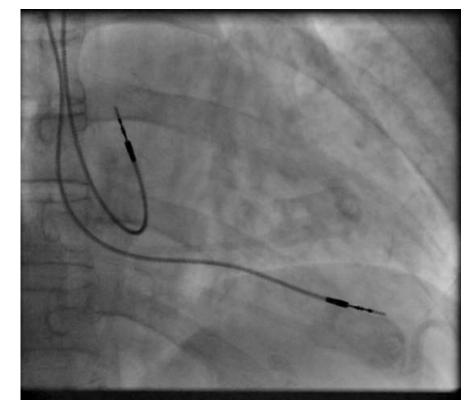
Diagnose einer Fraktur, Kontrolle des OP-Erfolgs



Diagnose einer Covid-Pneumonie

Klinische Anwendung: Fluoroskopie

 Die Fluoroskopie (Durchleuchtung) beobachtet innere Vorgänge kontinuierlich mittels Röntgenstrahlung



Führungsdrähte zur Implantierung eines Herzschrittmachers



Barium-Breischluck-Untersuchung

Klinische Anwendung: Subtraktionsangiographie

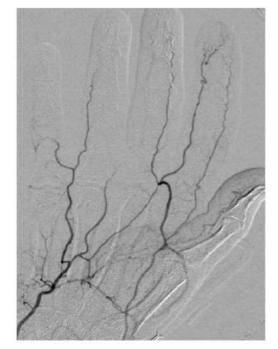
- Die Angiographie stellt Blutgefäße dar
 - Dies erfordert im Röntgen in der Regel ein Kontrastmittel
- Bei der digitalen Subtraktionsangiographie entsteht das Angiogramm durch Subtraktion einer Leeraufnahme



Leeraufnahme



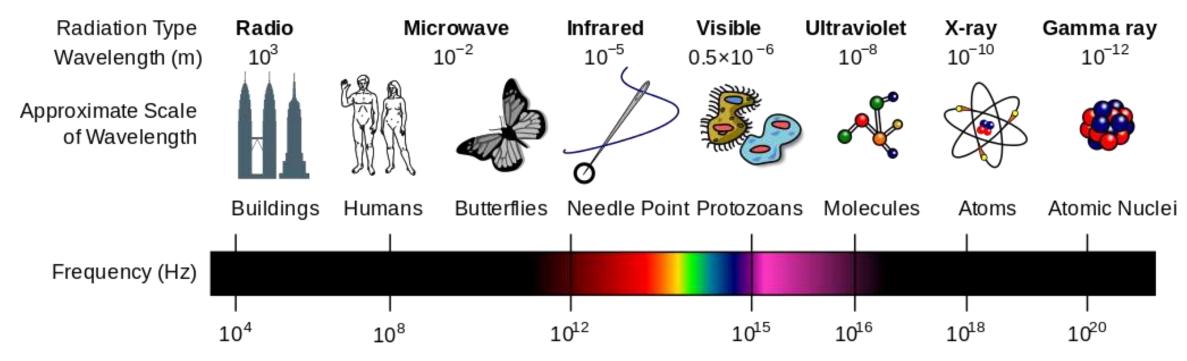
Mit Kontrastmittel



Differenzbild

Was ist Röntgenstrahlung?

- Röntgenstrahlen sind elektromagnetische Wellen mit deutlich höherer Frequenz als sichtbares Licht
 - Typische Wellenlängen: $\lambda \in [10^{-8}, 10^{-11}] \mathrm{m}$
 - Zur Erinnerung: $\lambda = c/f$ mit Lichtgeschwindigkeit c und Frequenz f



Energie der Röntgenstrahlung

 Statt der Frequenz oder Wellenlänge gibt man häufig die Photoenergie von Röntgenstrahlung an:

$$E = \frac{hc}{\lambda} = hf$$

- $-h \approx 6.626 \times 10^{-34}$ Js ist das Plancksche Wirkungsquantum
- Die gebräuchliche Einheit dieser Energie ist Elektronvolt (eV)
 - $-1 {\rm eV} \approx 1,602 \times 10^{-19}$ J ist die kinetische Energie, die ein Elektron beim Durchlaufen einer Beschleunigungsspannung von 1V gewinnt
 - Typische Energien im diagnostischen Bereich: [30,150] keV

Gefahren der Röntgenstrahlung

- Röntgenstrahlung wirkt ionisierend
- Zu lange oder intensive Bestrahlung führt zu akuten Hautschäden (Radiodermatitis)

 Auch geringere Dosen können das Erbgut schädigen und langfristig die Entwicklung von

Krebs begünstigen

Fun fact: Pedoskope sind in Deutschland seit 1973 verboten und wurden von *Time* zu den 100 dümmsten Ideen des 20. Jhd. gezählt



Symptome einer Radiodermatitis

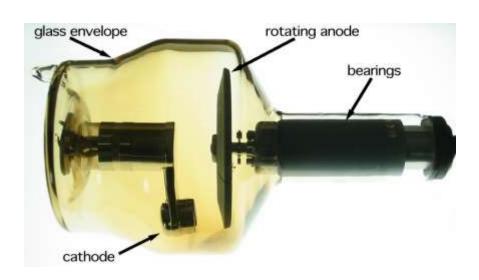


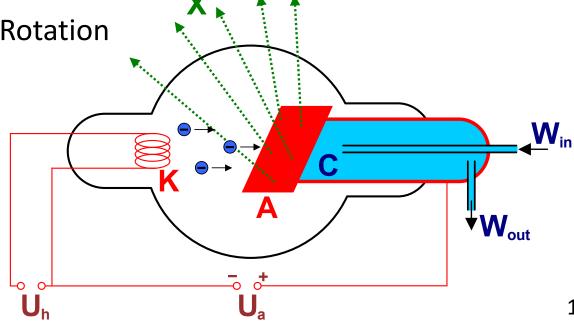
Pedoskop der 1930er Jahre

Erzeugung von Röntgenstrahlung

- Röntgenstrahlung wird mittels Röntgenröhren erzeugt
 - Aus einer Kathode K in einer Vakuum-Röhre treten Elektronen aus
 - Diese werden mit Hochspannung U_a auf eine Anode A beschleunigt
 - Dort wird die kinetische Energie der Elektronen umgewandelt in
 - elektromagnetische Strahlung (<1%)

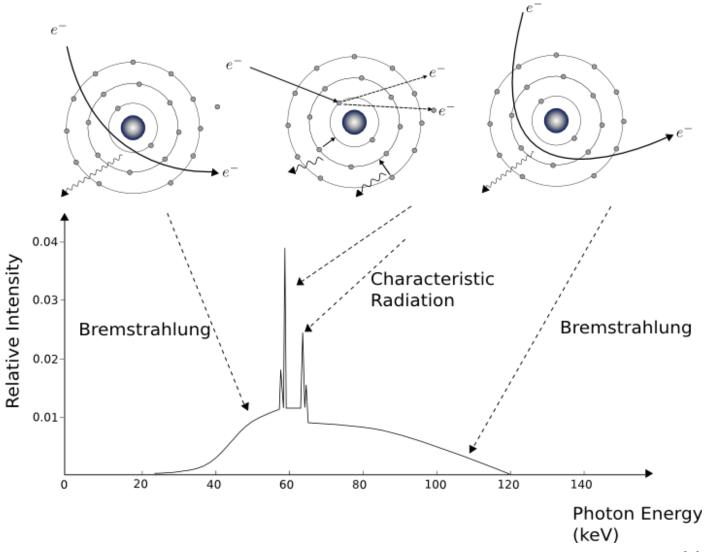
• Wärme (>99%) – Abhilfe: Kühlung / Rotation





Spektrum der Röntgenstrahlung

- Im Spektrum der Röntgenstrahlung überlagern sich
 - Das kontinuierlicheSpektrum derBremsstrahlung
 - Das diskrete Spektrum der charakteristischen
 Strahlung
- Zu geringe Energien werden herausgefiltert
 - z.B. mit einer dünnen
 Schicht Aluminium

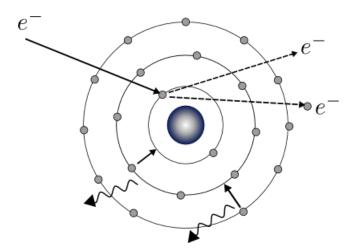


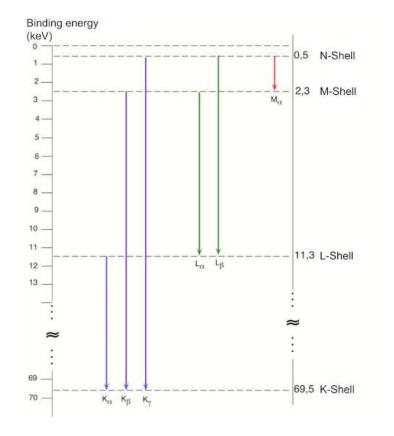
Charakteristische Strahlung

 Die charakteristische Strahlung entsteht, wenn ein gebundenes Elektron des Anodenmaterials aus einer inneren Schale herausgeschlagen wird und eines aus einer höheren

Schale seinen Platz einnimmt

 Die möglichen Energiedifferenzen haben feste Werte, die vom Material der Anode (z.B. Wolfram) abhängen





Abschwächung durch Interaktion mit Materie

- Röntgenstrahlung interagiert mit der durchstrahlten Materie.
- Ihre Ursprungsintensität I_0 wird dabei über den durch x parametrisierten Weg mit dem **Schwächungskoeffizienten** μ abgeschwächt:

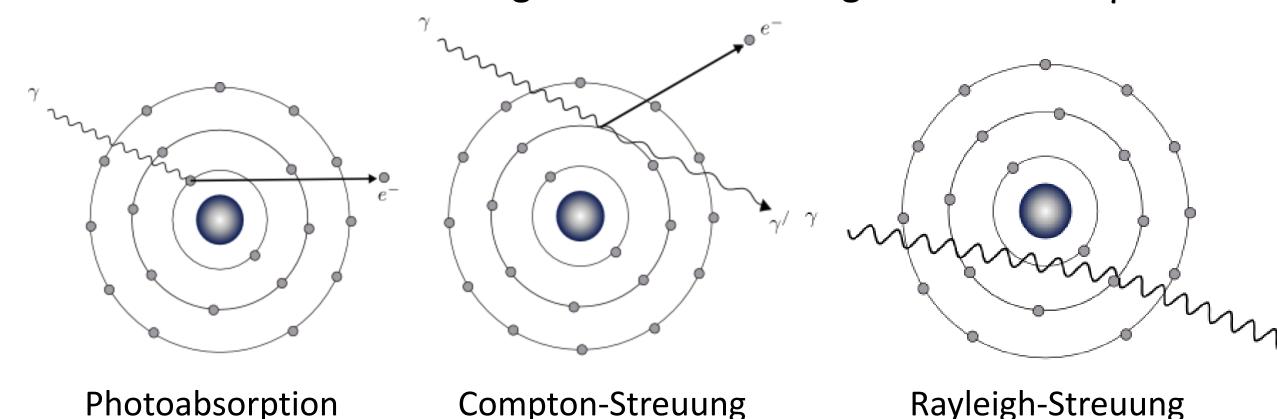
$$I = I_0 e^{-\int \mu(x) \, dx}$$

- $-\mu$ hängt vom Material und seiner Dichte ab (z.B. Knochen, Muskeln). Dies erzeugt den diagnostisch relevanten **Bildkontrast.**
- Berücksichtigt man darüber hinaus die Abhängigkeit von der Energie E der Strahlung, ergibt sich:

$$I = \int_{0}^{E_{\text{max}}} I_{0}(E) e^{-\int \mu(x,E) dx} dE$$

Arten der Interaktion mit Materie

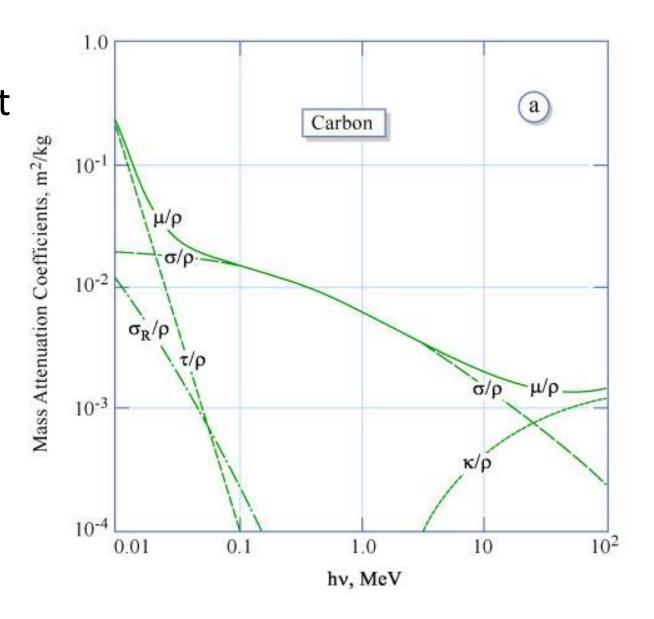
• Im diagnostischen Röntgen leisten folgende physikalische Effekte relevante Beiträge zum Schwächungskoeffizienten μ :



Rayleigh-Streuung

Beispiel: Schwächungsspektrum von Kohlenstoff

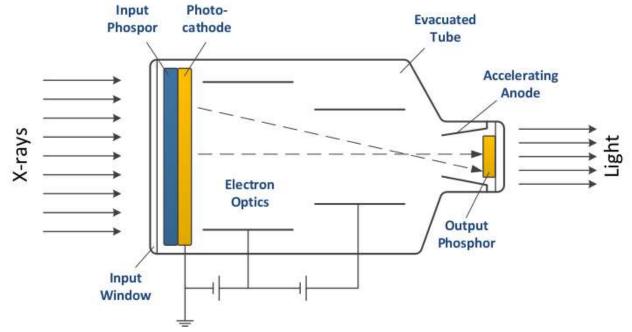
- Der Massenschwächungskoeffizient μ/ρ berücksichtigt die Abhängigkeit des Schwächungskoeffizienten μ von der Dichte ρ des Materials
 - $-\tau$ Photoabsorption
 - $-\sigma$ Compton-Effekt
 - $-\sigma_R$ Rayleigh-Streuung
 - $-\kappa$ Paarbildung
 - für uns hier irrelevant



Röntgenbildverstärker

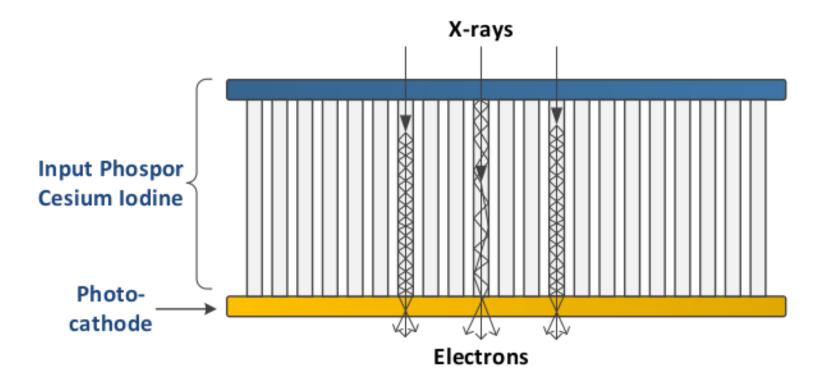
Röntgenbildverstärker reduzieren die benötigte Strahlendosis insbesondere bei kontinuierlicher Durchleuchtung

- 1. Eingangsleuchtschirm (Szintillator) wandelt Röntgenstrahlung in sichtbares Licht um
- 2. Dieses löst in **Photokathode**Elektronen aus, die im
 Vakuum mit 25-35kV
 beschleunigt werden
- 3. Ausgangsleuchtschirm erzeugt das finale Bild



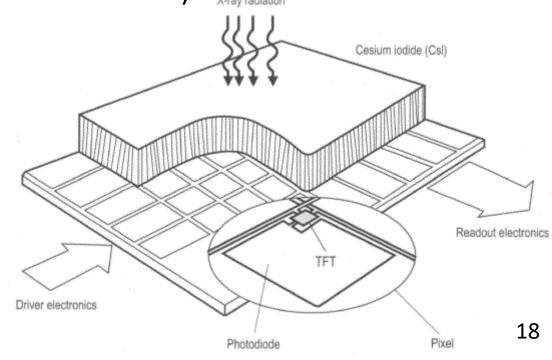
Säulenstruktur von CsI-Szintillatoren

- Szintillatoren werden meist aus Cäsium-Jodid (CsI) gefertigt
 - Hohe Röntgenabsorption, hoher Konversionsgrad
 - Ermöglicht Herstellung von Säulenstrukturen, die trotz relativ dicker Leuchtschichten eine gute Ortsauflösung erhalten



Digitale Röntgenbildgebung

- Stand der Technik sind Flachbilddetektoren, die digitale Röntgenbilder erzeugen
- Grundprinzip ähnlich wie bei **Digitalkameras**:
 - 1. Umwandlung elektromagnetischer Strahlung in elektrische Ladung
 - Direkt oder indirekt (Zwischenstufe: sichtbares Licht)
 - 2. Akkumulation dieser Ladung während der Belichtungszeit
 - 3. Auslesen, Verstärkung und Digitalisierung der Ladungen
 - Übliche Quantisierung: 12-16 Bit
 - "Binning" beschleunigt das Auslesen bei reduzierter Bildauflösung



Bildrauschen und -artefakte

- Die Bildqualität wird beeinträchtigt durch
 - Rauschen: Probabilistische Variabilität zwischen Aufnahmen
 - Artefakte: Systematische Fehler (z.B. Vignettierung = Abschwächung des Bildes am Rand)
- Quellen von Bildrauschen in der Röntgenbildgebung sind stochastische Prozesse bei der
 - Erzeugung von Röntgenstrahlung
 - Abschwächung von Röntgenstrahlung
 - Detektion von Röntgenstrahlung

Zusammenfassung: Röntgen-Bildgebung

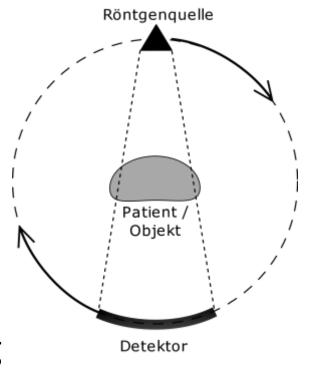
- Röntgenbildgebung ist eine klassische Möglichkeit Strukturen und Vorgänge im Körperinneren darzustellen
- Röntgenstrahlen sind besonders energiereiche elektromagnetische Wellen, die in Röntgenröhren erzeugt werden
 - Sie durchdringen den Körper, werden von verschieden Materialien unterschiedlich stark abgeschwächt (Bildkontrast)
- Die Abbildung erfolgt
 - historisch durch Filme, fluoreszierende Schirme, Röntgenbildverstärker
 - heute in der Regel durch digitale Flachbilddetektoren
- Stochastische Prozesse verursachen ein Bildrauschen

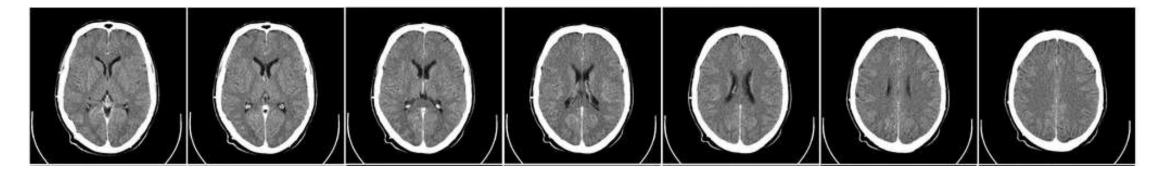
3.2 Computertomographie

Grundidee der Computertomographie

Grundidee der **Computertomographie**: Überlagerungsfreie Schicht- statt Schattenbilder

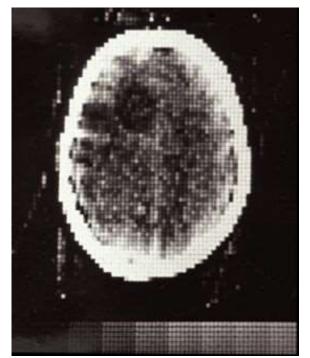
- Röntgen ermittelt Linienintegrale des Schwächungskoeffizienten (siehe 3.1)
- Aus Aufnahmen aus verschiedenen Richtungen können wir 2D-Schichtbilder f(x, y) rekonstruieren (inverse Radon-Transformation)
- Mehrere Schichtbilder ergeben eine 3D-Darstellung





Geschichte der Computertomography (CT/CAT)

- 1957-63: **Allan Cormack** beschreibt die Grundlagen der Computertomographie
- 1969: Sir Godfrey Hounsfield entwickelt den ersten Prototypen
- 1971: Erste CT-Aufnahme eines Menschen
- 1972: Erster kommerzieller CT-Scanner
- 1979: Cormack und Hounsfield erhalten gemeinsam den Nobelpreis für Physiologie und Medizin



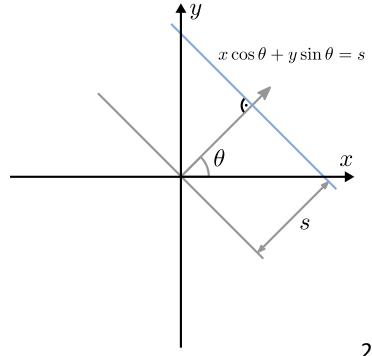
Erster klinischer CT-Scan



Modernes CT-Gerät

Radon-Transformation

- Johann Radon: "Über die Bestimmung von Funktionen durch ihre Integralwerte längs gewisser Mannigfaltigkeiten" (1917)
 - Jede integrierbare Funktion f(x,y) wird eindeutig durch alle geraden Linienintegrale $p(\theta,s)$ über ihr Definitionsgebiet beschrieben
 - Parametrisierung aller Geraden über
 - Winkel $\theta \in [0^{\circ}, 180^{\circ}]$
 - Abstand $s \in [-\infty, \infty]$ vom Ursprung



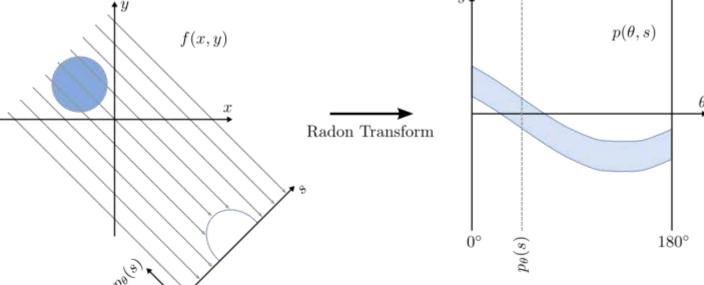
Radon-Transformation: Formalisierung

• Formalisierung der Radon-Transformation $p(\theta, s)$ von f(x, y):

$$p(\theta, s) = \iint_{-\infty}^{\infty} f(x, y) \delta(x \cos \theta + y \sin \theta - s) dx dy$$

• Die graphische Darstellung von $p(\theta, s)$ bezeichnet man als **Sinogramm**, einen Ausschnitt $p_{\theta}(s)$ mit festem Winkel als

Projektion

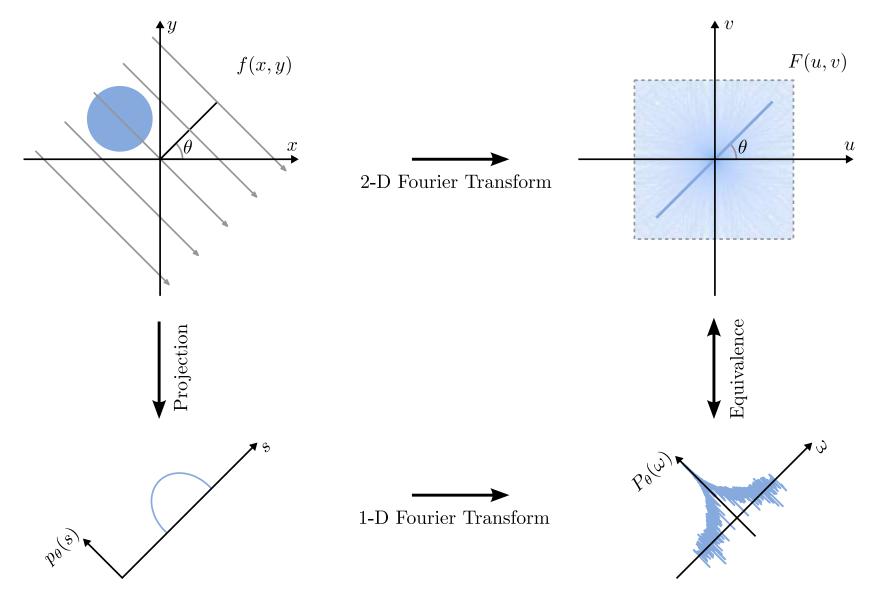


Fourier-Scheiben-Theorem: Idee

- Grundidee der CT-Rekonstruktion: Aus den Projektionen können wir die Fouriertransformation F(u,v) des Schichtbilds bestimmen und diese dann invers transformieren
- Dabei hilft das **Fourier-Scheiben-Theorem** (auch Fourier-Schnitt-Theorem). Es beschreibt das Verhältnis zwischen
 - 2D-Fouriertransformation des Bildes $F(u, v) = \mathcal{F}\{f(x, y)\}$
 - 1D-Fouriertransformation einer Projektion $P_{\theta}(\omega) = \mathcal{F}\{p_{\theta}(s)\}$

 $P_{\theta}(\omega)$ entspricht genau einer "Scheibe" von F(u,v) entlang einer Geraden durch den Ursprung mit Winkel θ

Fourier-Scheiben-Theorem: Illustration



Fourier-Scheiben-Theorem: Herleitung

• Wir überprüfen das FST zunächst durch Einsetzen der Projektion $p_0(s)$ mit Winkel $\theta=0$ (auf die x-Achse)

$$p_0(s) = p_0(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x, y) dy$$

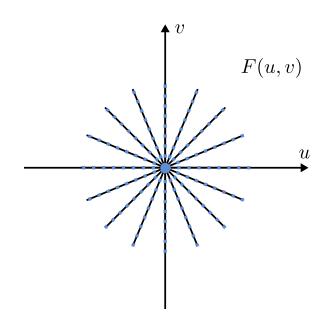
in die 1D-Fouriertransformation:

$$P_0(u) = \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(x, y) \, dy \right] e^{-2\pi i u x} \, dx$$
$$= \iint f(x, y) \, e^{-2\pi i (ux + 0y)} \, dx \, dy = F(u, 0)$$

• Für alle anderen Winkel θ ergibt sich dieselbe Rechnung in einem entsprechend gedrehten Koordinatensystem

Analytische CT-Rekonstruktion: Grundidee

• **Grundidee**: Die 1D-fouriertransformierten Projektionen $P_{\theta}(\omega)$ lassen sich zu einer vollständigen Darstellung $F_{p}(\omega,\theta)$ des Schichtbildes im Frequenzraum zusammensetzen



- $-\omega$, θ sind Polarkoordinaten im Frequenzraum
- Aus dem Frequenzraum können wir das Schichtbild durch eine inverse 2D-Fouriertransformation rekonstruieren:

$$f(x,y) = \iint F(u,v) e^{2\pi i(ux+vy)} du dv$$

Inverse 2D-Fouriertransformation in Polarkoordinaten

• Beim Übergang von kartesischen in Polarkoordinaten $u=\omega\cos\theta$, $v=\omega\sin\theta$ erhalten wir die Jacobi-Determinante

$$\det \mathbf{J} = \det \begin{pmatrix} \frac{du}{d\omega} & \frac{du}{d\theta} \\ \frac{dv}{d\omega} & \frac{dv}{d\theta} \end{pmatrix} = \det \begin{pmatrix} \cos \theta & -\omega \sin \theta \\ \sin \theta & \omega \cos \theta \end{pmatrix}$$
$$= \omega \cos^2 \theta + \omega \sin^2 \theta = \omega$$

und somit das umgeformte Integral

$$f(x,y) = \int_0^{2\pi} \int_0^{\infty} F_p(\omega,\theta) \, \omega \, e^{2\pi i \omega (x \cos \theta + y \sin \theta)} \, d\omega \, d\theta$$

Analytische CT-Rekonstruktion: Finale Form

$$f(x,y) = \int_0^{2\pi} \int_0^{\infty} F_p(\omega,\theta) \, \omega \, e^{2\pi i \omega (x \cos \theta + y \sin \theta)} \, d\omega \, d\theta$$

• Wir ersetzen nun $F_p(\omega, \theta) = P_\theta(\omega)$ und $x \cos \theta + y \sin \theta = s$ und passen die Integrationsgrenzen an unsere bisherige Konvention $\theta \in [0, \pi), \omega \in (-\infty, \infty)$ an:

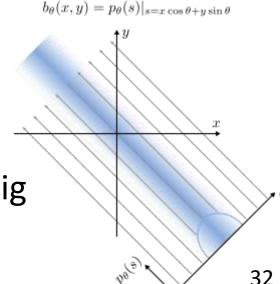
$$f(x,y) = \int_0^{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} P_{\theta}(\omega) |\omega| e^{2\pi i \omega s} d\omega d\theta$$

Interpretation als Gefilterte Rückprojektion

Das innere Integral

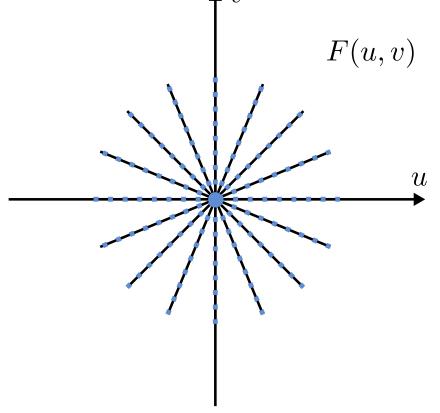
$$\tilde{p}_{\theta}(s) = \int_{-\infty}^{\infty} P_{\theta}(\omega) \, |\omega| \, e^{2\pi i \omega s} d\omega$$
 können wir als **Filterung** der Projektion $p_{\theta}(s)$ auffassen

- Multiplikation der Fourier-Transformierten $P_{\theta}(\omega)$ mit $|\omega|$ entspricht einer Faltung von $p_{\theta}(s)$ mit dem Kern $\mathcal{F}^{-1}\{|\omega|\}$ (Faltungssatz)
- Das Gesamtintegral $f(x,y) = \int_0^{\pi} \tilde{p}_{\theta}(s) d\theta$ entspricht demnach einer Summe aller gefilterter Rückprojektionen
 - Vorstellung: Verteile Werte jeder Projektion gleichmäßig auf alle Orte, die darin eingegangen sind



Anschauung: Notwendigkeit der Filterung

- Mathematisch folgt die Filterung aus der Jacobi-Determinante $|\omega|$ die beim Übergang in Polarkoordinaten auftritt.
- Intuitiv gleicht sie die unterschiedliche Dichte aus, die sich aus der Abtastung des Frequenzraums in Polarkoordinaten ergibt:



Filterung in der Praxis

- In der Praxis ergeben sich zwei Einschränkungen:
 - 1. Der Detektorabstand Δs begrenzt gemäß Abtasttheorem die maximale Frequenz in $p_{\theta}(s)$ auf $\omega_{\max} = \frac{1}{2\Delta s}$
 - 2. Eine Filterung mit $|\omega|$ verstärkt hohe Raumfrequenzen und somit das Bildrauschen
- Wir ersetzen daher $|\omega|$ durch einen bandbegrenzten Filter $H(|\omega|)$. Dabei müssen wir abwägen zwischen
 - **Bildauflösung**: Optimal bei harter Begrenzung auf $\omega_{
 m max}$
 - Rauschdämpfung: Schleichende Abschwächung bereits $< \omega_{
 m max}$

Zwei beliebte Filter

• Ram-Lak (Ramachandran/Lakshminarayanan):

$$H(|\omega|) \coloneqq |\omega| \times \text{rect}(\omega/\omega_{\text{max}})$$

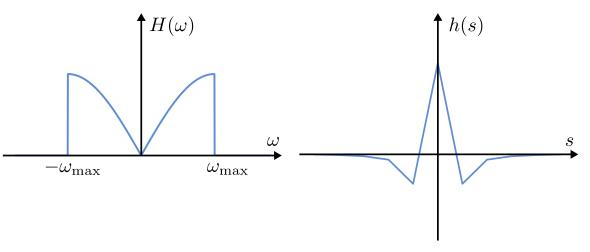
Shepp-Logan:

$$H(|\omega|) \coloneqq |\omega| \times \operatorname{sinc}(\pi\omega/2\omega_{\max}) \times \operatorname{rect}(\omega/\omega_{\max})$$

Ram-Lak

$\begin{array}{c|c} & & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & &$

Shepp-Logan



Gefilterte Rückprojektion: Implementierung

Aufgrund des Faltungstheorems erhalten wir

$$\tilde{p}_{\theta}(s) = \int_{-\infty}^{\infty} h(s') p_{\theta}(s - s') ds'$$

Aufgrund der Diskretisierung von s im Detektor wird daraus

$$\tilde{\mathbf{p}}_{\theta,s} = \sum_{s'} h_{s'} \, p_{\theta,s-s'} \, \Delta s$$

Die Rückprojektion von N gefilterten Projektionen ergibt

$$f(x,y) = \frac{\pi}{N} \sum_{i} \tilde{p}_{\theta_i}(s) \text{ mit } s = x \cos \theta_i + y \sin \theta_i$$

- Auswertung von $\tilde{\mathbf{p}}_{\theta_i}(s)$ durch Interpolation von $\tilde{\mathbf{p}}_{\theta_i s}$
- Iteration über Pixel (x, y), keine Interpolation im Frequenzraum nötig!

Hounsfield-Einheiten

CT berechnet aus einfallender Röntgenintensität I_0 und ausgehender Intensität I zunächst Schwächungskoeffizienten μ :

$$\ln\left(\frac{I_0}{I}\right) = \int \mu(x) \ dx$$

Diese werden dann in **Hounsfield-Einheiten** (*engl.* Hounsfield Unit, HU) umgerechnet:

$$HU_X := 1000 \times \frac{\mu_X - \mu_{\text{Wasser}}}{\mu_{\text{Wasser}}}$$

- Kalibrierung auf Luft:=-1000 und Wasser:=0
- Ganzzahlige Diskretisierung mit 12 Bit: -1024 bis +3071 HU

Hounsfield-Einheiten: Beispielhafte Werte

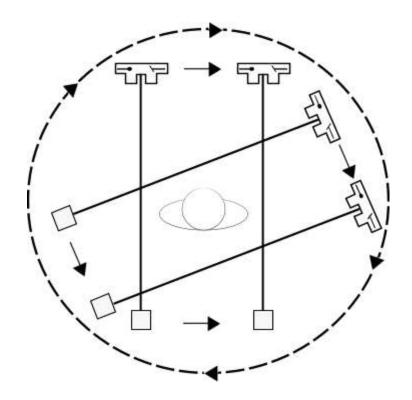
Material	HU (Bereich)
Luft	-1000
Lunge	≈-600 to -400
Fettgewebe	≈-100 to -20
Wasser	0
Muskel / Weichgewebe	≈+20 to +80
Knochen	> +500

Hinweis: HU anderer Materialien als Luft und Wasser weisen eine gewisse Abhängigkeit u.a. von der Härte der Röntgenstrahlung auf

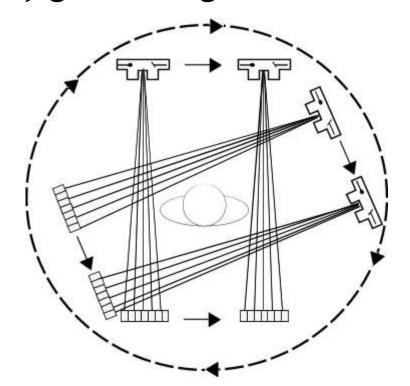
Aufbau von CT-Scannern: Erste/Zweite Generation

CT-Geräte verschiedener Generationen erfassen $p_{\theta}(s)$ wie folgt:

1. Generation: Einzelner Röntgenstrahl misst alle θ und s nacheinander

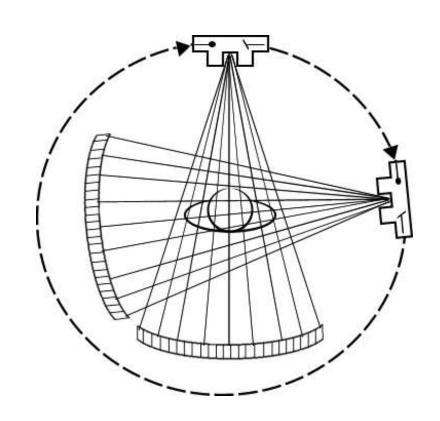


2. Generation: Strahlenfächer und Detektor-Array messen mehrere (θ, s) gleichzeitig

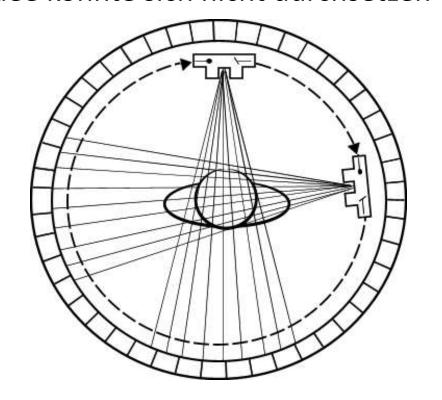


Aufbau von CT-Scannern: Dritte/Vierte Generation

3. Generation: Strahlenfächer deckt den kompletten Körper ab, keine Translation mehr nötig

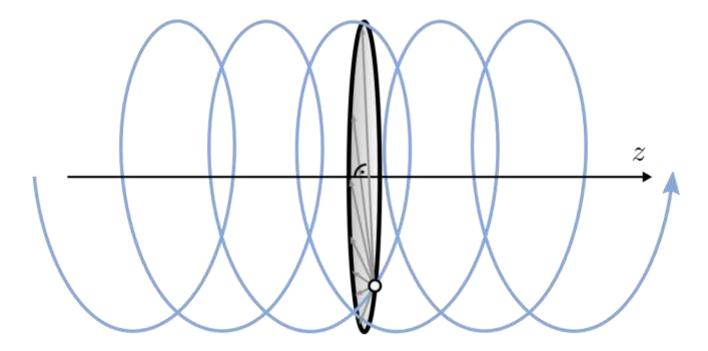


- 4. Generation: Ein Detektorring umgibt den Körper, nur die Röntgenröhre rotiert
- Idee konnte sich nicht durchsetzen



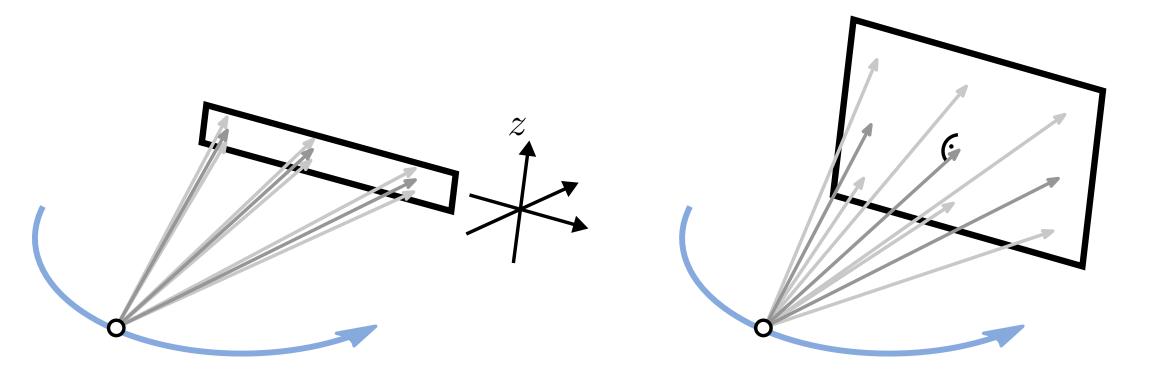
Spiral-/Helix-CTs

- Spiral-CTs (seit 1989) schieben den Patiententisch während der Rotation kontinuierlich vor
 - Schichten sind nicht mehr durch die Aufnahme definiert, sondern werden durch Interpolation rekonstruiert



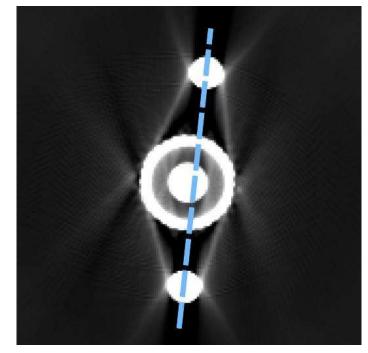
Mehrschicht-CTs

- Mehrschicht-CT-Geräte (seit 1993) nehmen durch ein 2D-Detektor-Array mehrere Schichten gleichzeitig auf
 - Aber: Nicht mehr alle Strahlen liegen in der Rotationsebene!



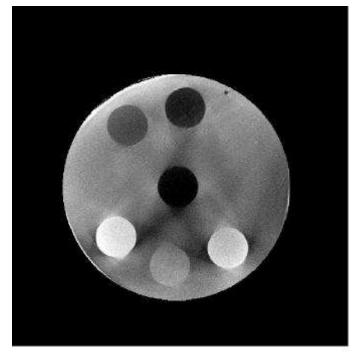
Bildartefakte im CT: Beispiel Strahlaufhärtung

- Die CT-Rekonstruktion geht davon aus, dass ein Volumenelement (x, y) in jeder Projektion denselben Schwächungskoeffizienten $\mu(x, y)$ besitzt
- In der Praxis ist das u.a. durch **Strahlaufhärtung** verletzt:
 - Der Schwächungskoeffizient hängt vom Röntgenspektrum ab
 - Das Spektrum wird zwischen Röntgenröhre und Punkt (x, y) durch stärkere Absorption "weicher" Anteile "härter"
 - $-\mu(x,y)$ hängt vom Material auf diesem Weg ab
- Dies führt zu Streifenartefakten im Bild

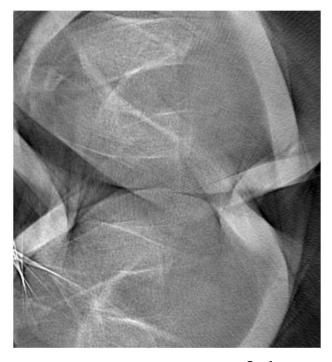


Weitere Bildartefakte im CT

- Auch die Streuung von Röntgenstrahlung sowie Bewegung während der Aufnahme (z.B. durch Herzschlag und Atmung) verletzen die Annahmen der CT-Rekonstruktion
 - z.T. kann man diese Faktoren jedoch algorithmisch berücksichtigen



Streuungsartefakte



Bewegungsartefakt



Korrigierte Rekonstruktion 44

Zusammenfassung: Computertomographie

- Computertomographie (engl. computed tomography, CT)
 - basiert auf Röntgenaufnahmen aus verschiedenen Richtungen
 - rekonstruiert aus Radon-Transformation 2D-Schichtbilder, diese werden zu einem 3D-Volumen zusammengesetzt

Gefilterte Rückprojektion

- ist ein verbreiteter Algorithmus zur CT-Rekonstruktion
- basiert auf Fourier-Scheiben-Theorem
- Schwächungskoeffizienten werden im CT üblicherweise in Hounsfield-Einheiten umgerechnet
- Artefakte entstehen u.a. durch Strahlaufhärtung, Streuung, Bewegung

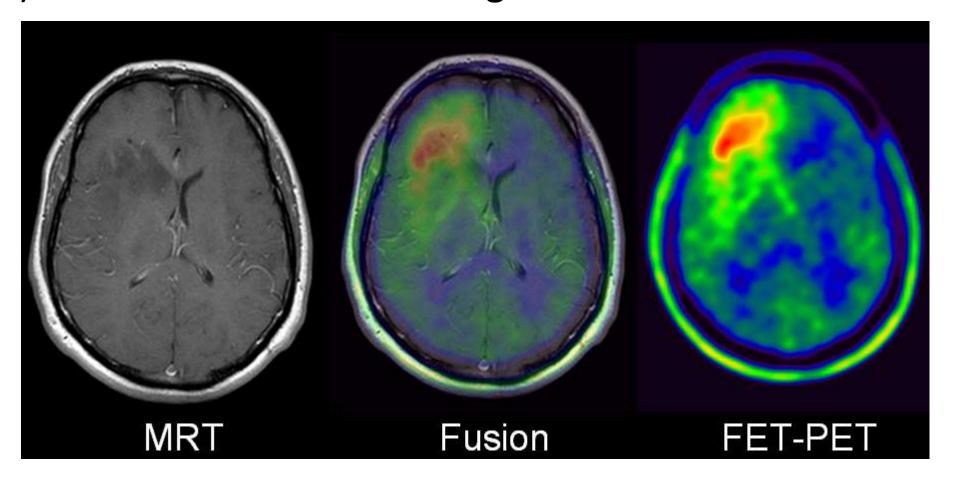
3.3 Nuklearmedizinische Bildgebung

Zielsetzung und Grundidee

- Röntgen und CT stellen Strukturen im Körperinneren dar
- Funktionelle Bildgebung zeigt dagegen, wo bestimmte biologische Prozesse stattfinden
 - Das Tracer-Prinzip nutzt Stoffe, die am Stoffwechsel teilnehmen und gleichzeitig ein zur Bildgebung nutzbares Signal liefern
 - Die Nuklearmedizin setzt radioaktive Substanzen zu diagnostischen und therapeutischen Zwecken ein, insbesondere auch als Tracer, der gespritzt, geschluckt oder inhaliert wird
 - Ziel: Darstellung der raumzeitlichen Verteilung des Tracers im Körper

Beispiel: FET-PET zur Darstellung von Hirntumoren

 Hirntumore nehmen vermehrt Tyrosin auf. F-18-Ethyltyrosin (FET) dient daher der Tumordiagnostik.



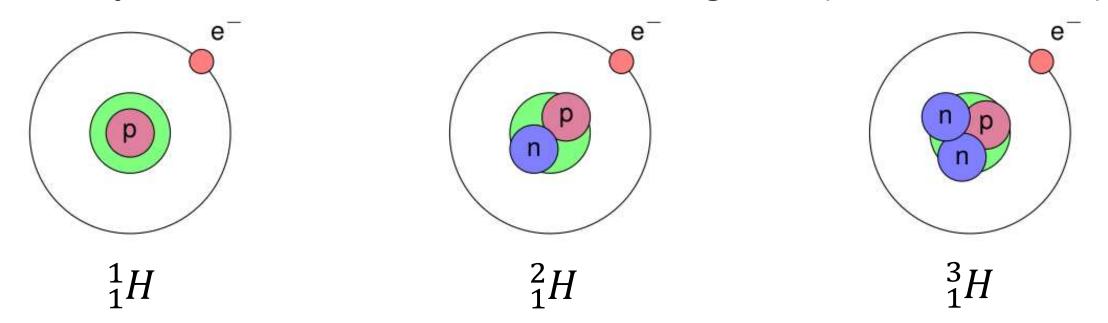
Kurze Geschichte Nuklearmedizinischer Bildgebung

- **György Hevesy** (1885-1966) gilt als Pionier des Tracer-Prinzips
 - 1923: Untersuchung der Aufnahme von Blei durch Ackerbohnen mittels radioaktivem ²¹²Pb in nicht toxischer Konzentration
 - 1935: Untersuchung des Phosphat-Metabolismus von Ratten durch mit ³²P versetztem Futter
 - Führt insbesondere zum Nachweis eines kontinuierlichen Austauschs von Phosphor im Knochen
 - 1943: Nobelpreis für Chemie
- Hal Anger erfindet 1957 die Gamma-Kamera
- Erste SPECT-Scanner in den 1960er Jahren
- Erste (moderne) PET-Scanner in den 1970er Jahren



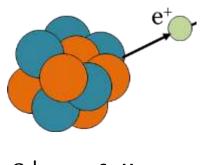
Physikalische Grundlage: Isotope

- Chemische Elemente unterscheiden sich durch die Zahl der Protonen im Kern (Ordnungszahl Z)
- **Nuklide** sind durch Ordnungszahl, Massenzahl A=Z+N (N=Neutronenzahl) und Energiezustand charakterisiert
- Isotope sind Nuklide derselben Ordnungszahl (selbes Element)



Physikalische Grundlage: Radioaktiver Zerfall

- Instabile Nuklide wandeln sich spontan in andere um
 - Alpha-Zerfall: Aussendung eines ⁴He-Kerns
 - Beta-Zerfall: Aussendung eines Elektrons (β^-) oder Positrons (β^+)
 - Elektroneneinfang: Proton im Kern wird zu Neutron
 - Isomerer Übergang: Aussendung von Gamma-Strahlung von angeregten ("metastabilen") Nukliden



3⁺-Zerfall

Isomerer Übergang

Halbwertszeiten

Radioaktiver Zerfall erfolgt exponentiell:

$$N(t) = N_0 e^{-\lambda t}$$

- -N(t): Zahl der Nuklide zur Zeit t
- $-N_0$: Zahl der Nuklide zu Beginn (t=0)
- $-\lambda$: Zerfallskonstante

• Statt der Zerfallskonstante wird häufig eine **Halbwertszeit** angegeben, nach der noch die Hälfte der Nuklide verbleibt:

$$T_{1/2} = \frac{\ln 2}{\lambda}$$

Aktivität

• Die Aktivität einer Probe ist die Zahl der Zerfälle pro Zeit

$$A(t) = -\frac{dN}{dt} = \lambda N_0 e^{-\lambda t} = A_0 e^{-\lambda t}$$

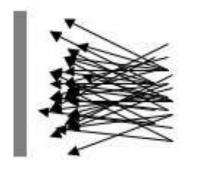
- Einheit: Becquerel (Bq) = Zerfälle pro Sekunde
- Kurze Halbwertszeit bedeutet hohe anfängliche Aktivität, die jedoch rasch wieder abnimmt. Bei Tracern muss die Halbwertszeit
 - mindestens einige Sekunden betragen, um sie anwenden zu können
 - höchstens einige Stunden betragen, um hinreichende Aktivität zu erzeugen
- Durch Tracer eingebrachte Aktivitäten liegen üblicherweise im Bereich 100 MBq bis 1000 MBq

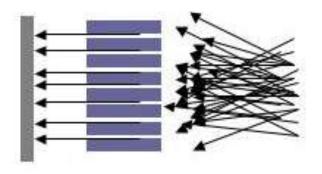
Nuklearmedizinische Messtechnik

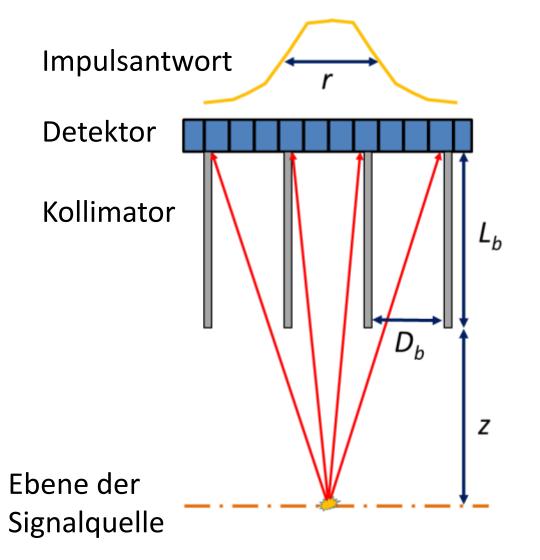
- Die Detektion von Gammastrahlung erfolgt üblicherweise durch
 - Szintillations-Kristalle, die Gamma-Quanten in sichtbare Photonen umwandeln
 - Photomultiplier, die die zunächst relativ wenigen Quanten zu einem messbaren Signal verstärken
- Ein Impulshöhenanalysator zählt nur hinreichend starke / energiereiche Ereignisse
 - Sortiert gestreute Quanten aus

Kollimatoren

- Kollimatoren ermöglichen ortsaufgelöste Messungen, indem sie nur Quanten an den Detektor lassen, die aus einem zylindrischen Bereich stammen
 - Verhältnis Durchmesser/Länge bestimmt Kompromiss zwischen Ortsauflösung und Effizienz (Anteil nachweisbarer Quanten)

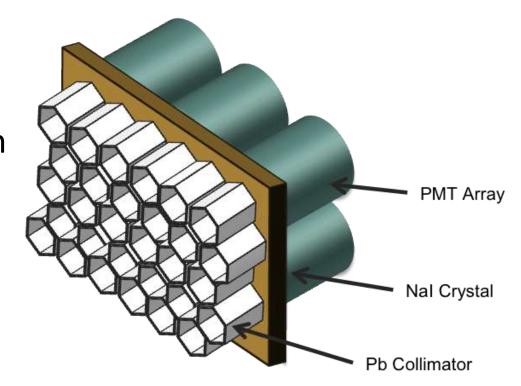






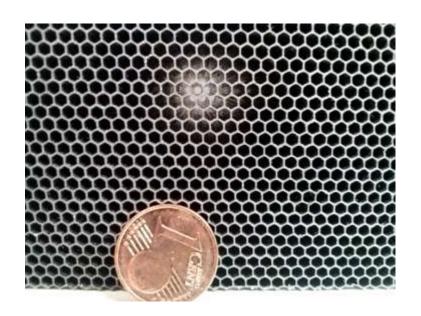
Gamma-Kameras

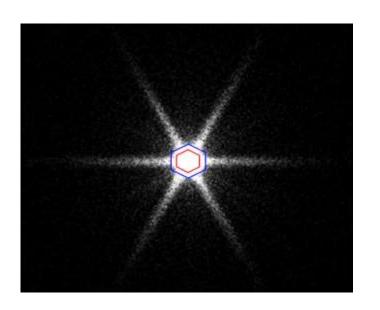
- Gamma-Kameras erfassen gleichzeitig die Aktivitätsverteilung in einem größeren Bereich. Sie bestehen im Wesentlichen aus
 - Kollimator-Matrix
 - Szintillator-Kristall
 - Anordnung von 37-100 Photomultipliern
 - Licht eines jeden Gamma-Quants verteilt sich auf mehrere Photomultiplier
 - Schwerpunkt der Aktivierungen ergibt den genauen Ort eines Ereignis



Punktspreizfunktion von Gamma-Kameras

- Die Punktspreizfunktion (PSF, engl. point spread function) beschreibt das Bild einer punktförmigen Quelle
 - Ihre Breite begrenzt die maximal erreichbare Bildauflösung
- Die PSF von Gamma-Kameras wird wesentlich durch die Geometrie der Kollimatoren bestimmt:



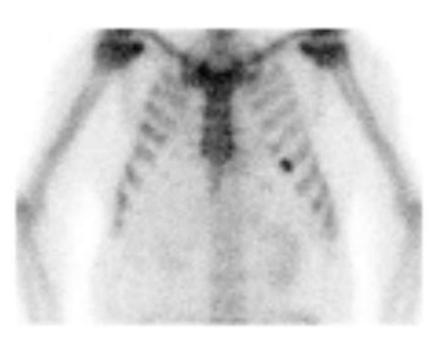


Gemessene PSF einer

99mTc-Punktquelle im
Abstand von 10cm;
Darstellung im
Zentrum saturiert

Planare Szintigraphie

- Bei der **planaren Szintigraphie** wird die Aktivität eines Tracers durch eine Gamma-Kamera aufgenommen
 - Ähnlichkeit zu Projektionsröntgen
 - Strahlenquelle befindet sich im Patienten
- Anwendungen sind u.a.
 - Überprüfung der Funktion von Herz, Lunge, Schilddrüse, Niere
 - Diagnose von Schilddrüsen- und Knochentumoren



SPECT

 Analog zu CT rekonstruiert Single Photon Emission Computed Tomography (SPECT) Schnittbilder aus Linienintegralen:

CT
$$\ln\left(\frac{l_0}{l}\right) = \int \mu(x, y) \, dl$$
 vs. $S = \int A(x, y) \, dl$ SPECT

- SPECT misst mittels Gamma-Kamera mehrere Schnittebenen
 - gleichzeitig, benötigt pro Position aber deutlich länger
- Statt gefilterter Rückprojektion kommen häufig algebraische Rekonstruktionsverfahren zum Einsatz

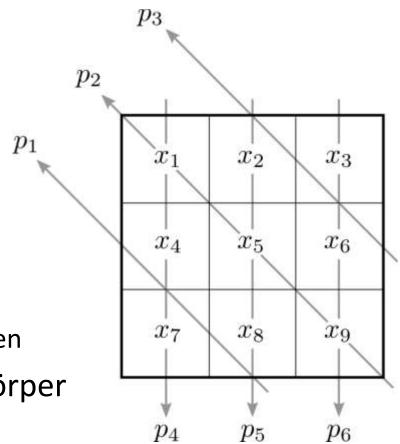


Idee der Algebraischen Rekonstruktion

• Die **algebraische Rekonstruktion** basiert darauf, die Projektionen \mathbf{p} als Linearkombination der Pixelwerte x_i im Schichtbild darzustellen:

$\mathbf{A}\mathbf{x} = \mathbf{p}$

- Führt zu einem großen, dünn besetzten, schlecht konditionierten und i.d.R. überbestimmten Gleichungssystem
- Lösung mit iterativen numerischen Verfahren
 - Berücksichtigen Stochastizität radioaktiven Zerfalls
- Für CT unpraktikabel
 - SPECT hat geringere Auflösung und weniger Projektionen
- Ermöglicht Berücksichtigung der Absorption im Körper und von Abbildungsfehlern des Detektors (PSF)

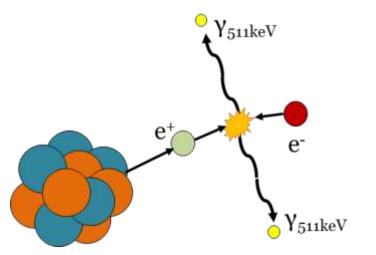


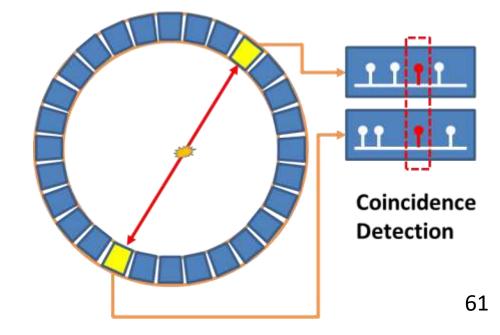
PET

- Die Positronen-Emissions-Tomographie (PET)
 - nutzt Positronen-Strahler statt Gamma-Strahlern
 - Annihilation von Positron und Elektron erzeugt zwei Gamma-Quanten im Winkel von ca. 180°
 - Deren gleichzeitiges Auftreffen auf einen Detektorring zeigt die Linie

an, entlang der sie entstanden sind

max. 10-20 ns Unterschied





PET: Vor- und Nachteile

• **Vorteile** von PET:

- Kollimatoren sind überflüssig, deutlich höhere Ausbeute
- Gleichzeitige Messung aller Richtungen
- Positronen-Strahler sind relativ kurzlebig, nach der Untersuchung verbleibt kaum aktives Radionuklid

Nachteile von PET:

- Kurze Halbwertszeiten erfordern Herstellung kurz vor Verabreichung
- Wegstrecke bis zur Annihilation (einige mm) reduziert Ortsauflösung
- Szintillatoren und Detektor-Elektronik sind kostspielig

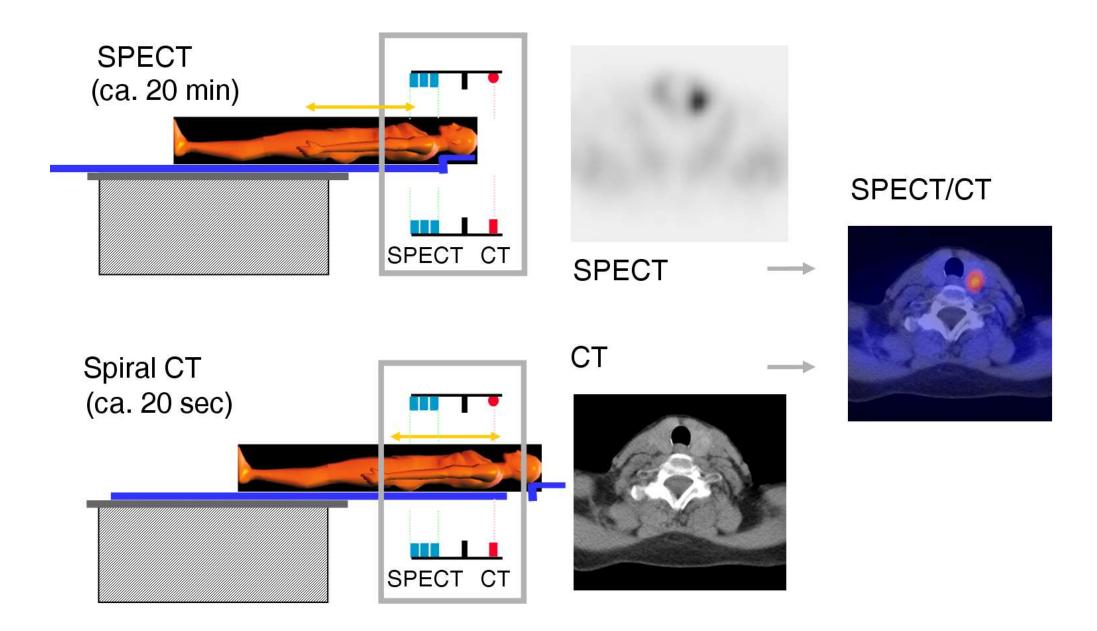
Hybride Bildgebung

- Kombinierte SPECT/CT- und PET/CT-Scanner ermöglichen Überlagerung funktioneller und struktureller Bilder
 - CT-Bilder können auch zur Absorptionskorrektur genutzt werden
 - *Aber*: Schwächungskoeffizienten müssen aufgrund unterschiedlicher Quantenenergien geschätzt werden
- Inzwischen gibt es auch PET/MR-Geräte
 - Besserer Kontrast im Gehirn (siehe 3.4)
 - Photomultiplier werden durch Photodioden ersetzt
 - Absorptionskorrektur noch indirekter



Bildquelle: Siemens Healthcare

Illustration: SPECT-CT-Aufnahme der Schilddrüse



Zusammenfassung: Nuklearmedizinische Bildgebung

- Nuklearmedizinische Bildgebung rekonstruiert die Aktivitätsverteilung radioaktiver Tracer im Körper
 - Ermöglicht funktionelle Bildgebung
- Gamma-Strahler und Gamma-Kameras ermöglichen
 - planare Szintigraphie (Projektionsbilder)
 - SPECT (Schichtbilder)
- PET nutzt Positronen-Strahler und Koinzidenz-Erkennung in Detektorringen
- Iterative algebraische Verfahren zur genaueren Bildrekonstruktion
- Hybride Bildgebung zur Überlagerung von Struktur und Funktion

3.4 Magnet-Resonanz-Tomographie

Grundprinzipien der Magnetresonanz-Tomographie

- Basiert auf der Kernspinresonanz
 - Physikalischer Effekt, bei dem bestimmte Atomkerne elektromagnetische Wellen bestimmter Frequenzen absorbieren
- Erfordert ein starkes permanentes
 Magnetfeld und bestimmte Abfolgen von Impulsen hochfrequenter elektromagnetischer Wellen
- Die genutzte Strahlung ist nicht ionisierend
- Bildgebung auch bei gesunden Probanden ethisch vertretbar



Geschichte der MRT

- Felix Bloch und Edward Purcell beschreiben 1945/46 die magnetische Resonanz
 - Erhalten 1952 den Nobelpreis für Physik
- **Erik Odeblad** beschreibt 1955 unterschiedliche Relaxationszeiten verschiedener Gewebetypen
- Raymond Damadian patentiert 1974 einen MRbasierten Apparat zur (bildlosen) Krebserkennung
- Paul Lauterbur publiziert 1973 erste MRT-Bilder, Sir Peter Mansfield entwickelt mathematischen Formalismus und effiziente Messverfahren
 - Erhalten 2003 den Nobelpreis für Physiologie oder Medizin
- John Mallard entwickelt ersten Ganzkörperscanner, erste klinische Nutzung 1980







Edward Purcell



Paul Lauterbur and Sir Peter Mansfield

Motivation: MRT vs. CT

- CT stellt röntgendichte Materialien wie z.B.
 Knochen besonders kontrastreich dar
- MRT ermöglicht verschiedene Kontraste, insbesondere für Weichgewebe und Organe
- CT ist schneller (Sekunden statt Minuten), kostengünstiger und breiter verfügbar
- CT ermöglicht höhere Auflösung
 - ca. 0.4mm; MRT: 0.5-3mm
- CT ist quantitativ (Hounsfield-Einheiten), Intensität in MRT-Bildern ist nur relativ zu interpretieren



CT-Scan



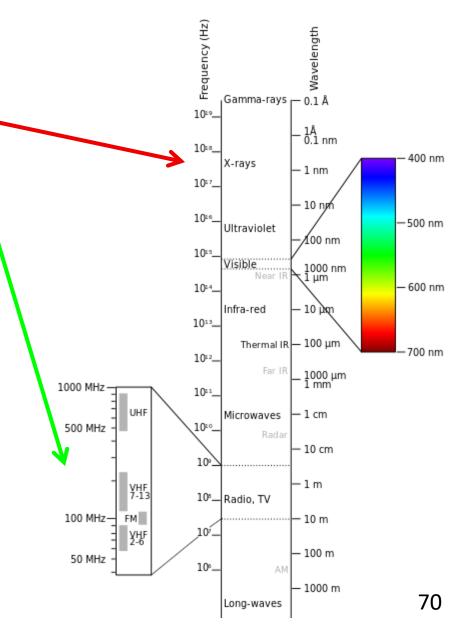
MRT-Scan

Sicherheit von MRT und CT

- CT nutzt ionisieren Röntgenstrahlung, die biologischem Gewebe schaden kann
- Die starken Magnetfelder und die langwellige elektromagnetische Strahlung im MRT gelten als unbedenklich
 - MRT-Aufnahmen werden ohne weiteres auch aus wissenschaftlichem Interesse gemacht
 - Aber: Vorsicht bei bestimmten Implantaten,
 Tätowierungen



...und Bürostühlen



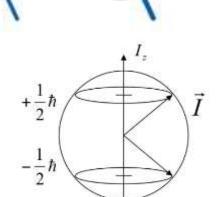
Bildquellen: Victor Blacus / www.impactednurse.com

Magnetisches Dipolmoment

- Der menschliche K\u00f6rper besteht zu ≈70% aus H₂0
- Die Atomkerne von Wasserstoff besitzen ein magnetisches Dipolmoment μ



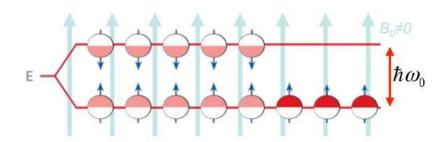
- Die Richtung von \mathbf{B}_0 bezeichnen wir als z-Achse, die Transversalebene wird durch x und y aufgespannt
- Aufgrund des Winkels präzidiert μ um ${\bf B}_0$
 - Larmor-Frequenz $\omega_0=\gamma B_0$
 - γ = gyromagnetisches Verhältnis
 - Für Wasserstoff-Kerne ist $\gamma = 267.513 \cdot 10^6 \text{ rad/(s·T)}$





Kernspinresonanz

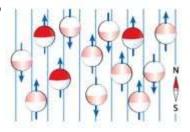
• Die z-Komponente von μ richtet sich parallel oder antiparallel zu ${\bf B}_0$ aus

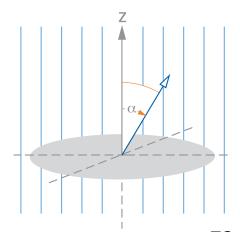


- Entspricht niedrigem / hohem Energieniveau
- Im thermischen Gleichgewicht herrscht ein leichter Überschuss von Kernen im niedrigen Energieniveau
- Deren magnetische Dipolmomente summieren sich zu einer makroskopischen Magnetisierung $\mathbf{M}_0 {\sim} \mathbf{B}_0$

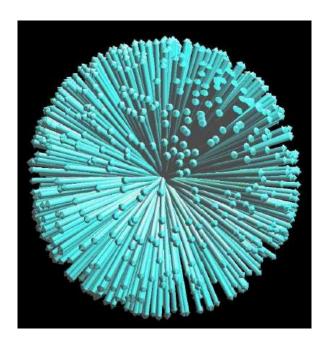


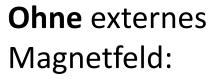
- Elektromagnetischer Puls mit der Resonanzfrequenz ω_0 hebt Kerne $koh \ddot{a}rent$ in das höhere Energieniveau
- Magnetisierung \mathbf{M}_0 steht nun im Winkel α zu \mathbf{B}_0
 - lpha ist proportional zu Stärke und Dauer des Hochfrequenz (HF)-Pulses
 - Nun präzidiert auch \mathbf{M}_0 mit der Larmor-Frequenz



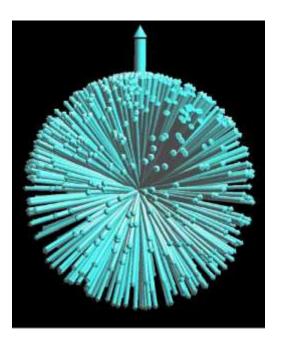


Graphische Zusammenfassung



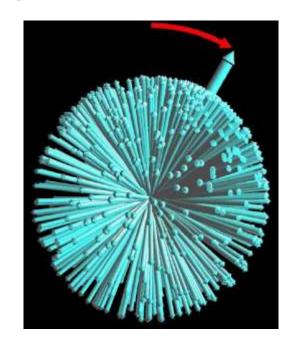


- Ausrichtung der Spins völlig zufällig
- Keine makroskopische Magnetisierung



Polarisierung mit starkem Magnetfeld (B_0):

- Verteilung bevorzugt
 Ausrichtung parallel zum
 Magnetfeld
- Phasen bleiben zufällig

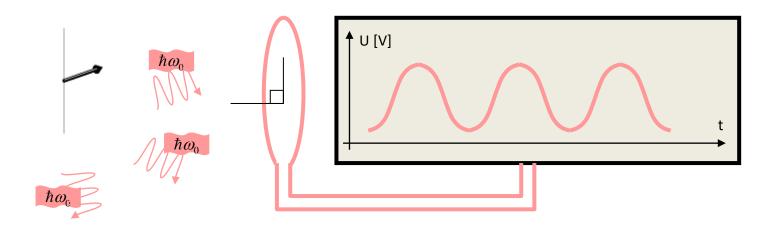


Anregung mit resonantem HF-Puls (B_1):

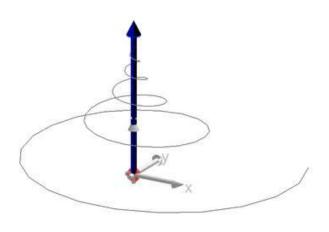
- Kohärente Rotation der Spin-Verteilung
- Auslenkung der Magnetisierung

Das MR-Signal

- Die rotierende Magnetisierung induziert in einer Spule senkrecht zur Transversalebene eine elektrische Spannung
 - Hierauf basieren Messungen des MR-Signals
 - Gleiches Grundprinzip wie beim Fahrrad-Dynamo



Relaxation



- Nach der Anregung kehrt die Magnetisierung exponentiell in ihren Gleichgewichtszustand zurück
 - -Longitudinale Magnetisierung (M_Z) kehrt mit Zeitkonstante T_1 zum Ausgangswert M_0 zurück
 - -Quermagnetisierung (M_{xy}) zerfällt mit Zeitkonstante T_2
- Nach einer 90°-Anregung:

$$M_{z} = M_{0}(1 - e^{-\frac{t}{T_{1}}})$$

$$M_{xy} = M_{0}e^{-\frac{t}{T_{2}}}$$

Typische T1- und T2-Zeiten im Gewebe

Unterschiede in T1 und T2 ermöglichen Bildkontrast in der MRT:

• T1 (in ms):

	0.2 T	1.0 T	1.5 T
Muskel	370	730	863
Weiße Substanz	388	680	783
Graue Substanz	492	809	917
Liquor	1400	2500	3000

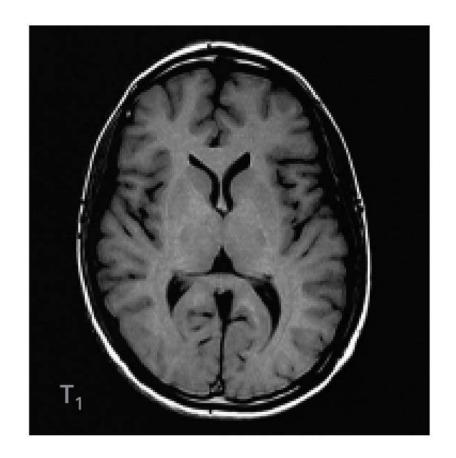
• T2 (in ms):

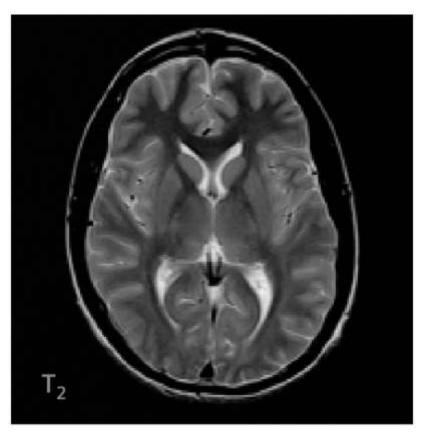
Muskel	47
Weiße Substanz	92
Graue Substanz	101
Liquor	1400

Hinweis: Inhomogenitäten des Magnetfelds beschleunigen die transversale Relaxation. Die effektive Zeitkonstante wird als T2* bezeichnet.

Beispiele: T1/T2-Wichtung

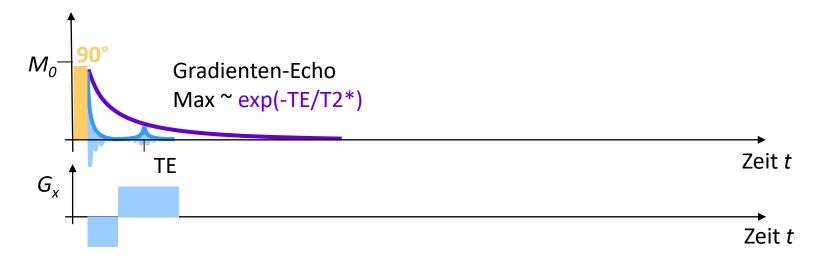
- In T1-gewichteten Bildern erscheint langes T1 dunkel
- In T2-gewichteten Bildern erscheint langes T2 hell





Gradienten-Echos

- MR-Scanner messen idR nicht das MR-Signal direkt nach der Anregung ("Free induction decay"), sondern ein Echo
 - Ermöglicht verschiedene Kontraste und vermeidet Störungen
 - Ermöglicht Bildgebung (sehen wir gleich)
- Beispiel Gradienten-Echo: Durch Feldgradienten können wir die Kerne gezielt dephasieren und anschließend wieder rephasieren



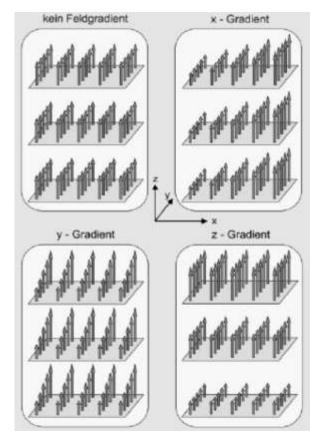
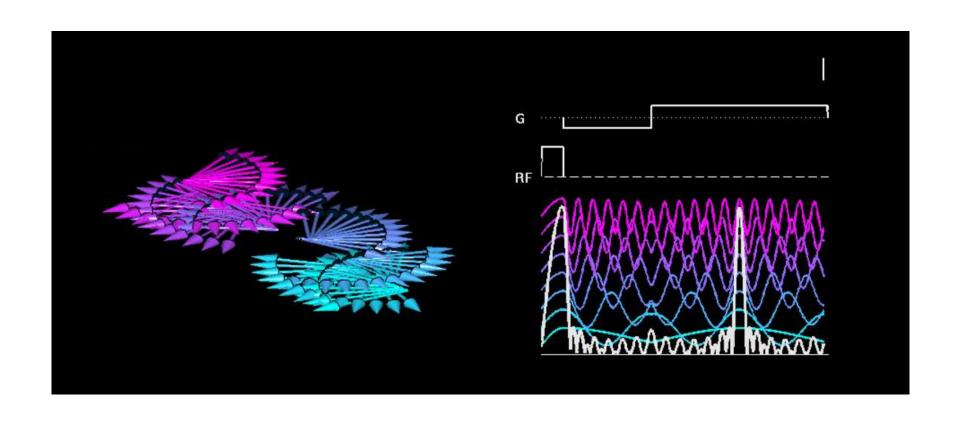


Illustration: Gradienten-Echo

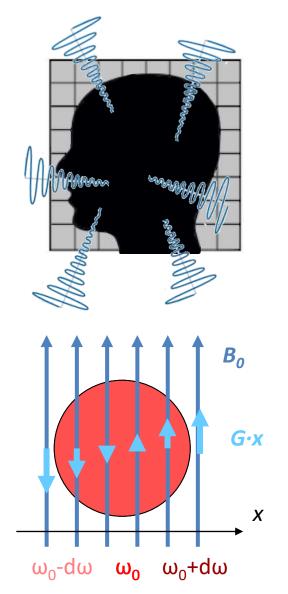


Grundidee der MR-Tomographie

- Bisher tragen alle Wasserstoff-Kerne im Volumen auf dieselbe Weise zum Signal bei
- Zur Bildgebung (Tomographie) müssen wir das Signal in Anteile zerlegen, die von unterschiedlichen Positionen im Raum stammen
- Dazu nutzen wir verschiedene Varianten desselben Grundprinzips:

Wir variieren die Larmor-Frequenz mittels Feldgradienten!

 Erinnerung: Feldgradienten ändern die Stärke des Magnetfelds. Diese bestimmt die Larmor-Frequenz.



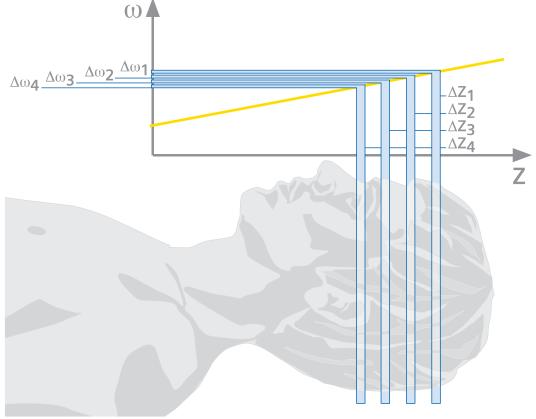
1. Selektive Anregung

• Die **selektive Anregung** erzeugt nur in einer einzelnen Schicht eine messbare Quermagnetisierung

- Moduliert während der Anregung die Resonanzfrequenz durch einen

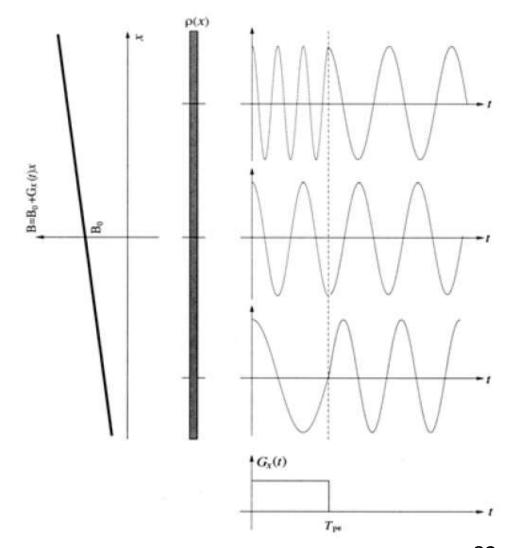
Feldgradienten

 HF-Pulse begrenzter Bandbreite regen daher nur Schichten begrenzter Dicke an



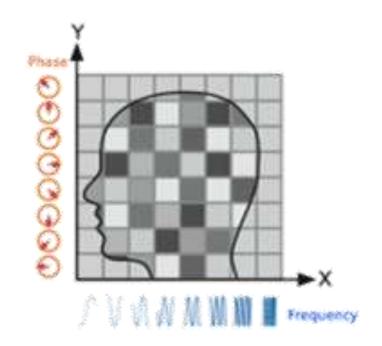
2. Phasenkodierung

- Phasenkodierung moduliert durch Feldgradienten die Lamorfrequenz zwischen Anregung und Auslesen
 - Signale von verschiedenen Positionen entlang der *Phasenkodierrichtung* unterscheiden sich durch ihre Phase
 - Wiederholte Messung mit verschieden starken Phasenkodiergradienten ermöglicht die Rekonstruktion der Signalanteile von verschiedenen Positionen



3. Frequenzkodierung

- Frequenzkodierung moduliert während des Auslesens die Larmorfrequenz durch einen Feldgradienten
 - Fourier-Transformation trennt das Gesamtsignal in Beiträge entlang der Frequenzkodierrichtung auf



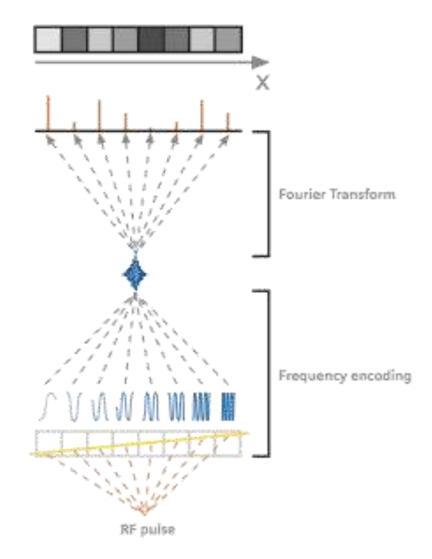


Illustration: Frequenz- vs. Phasenkodierung

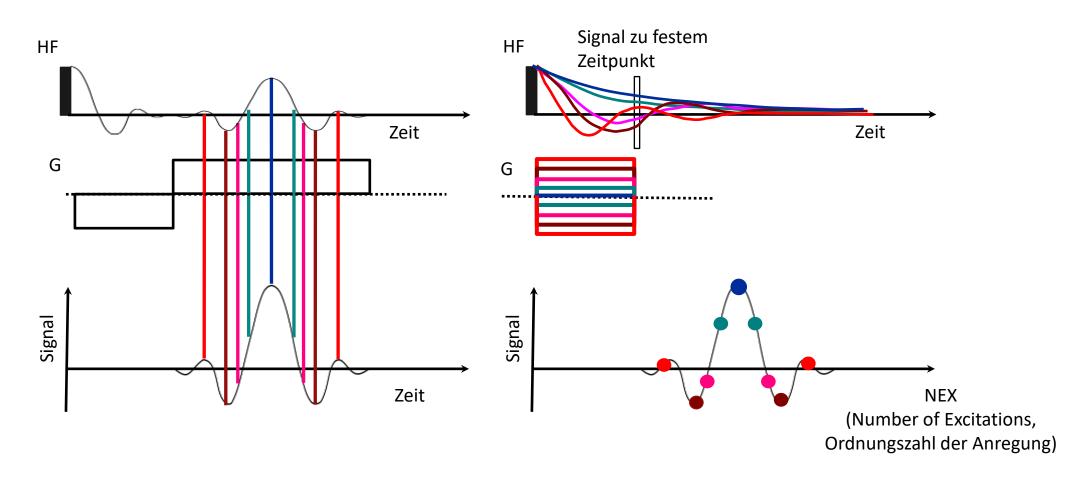
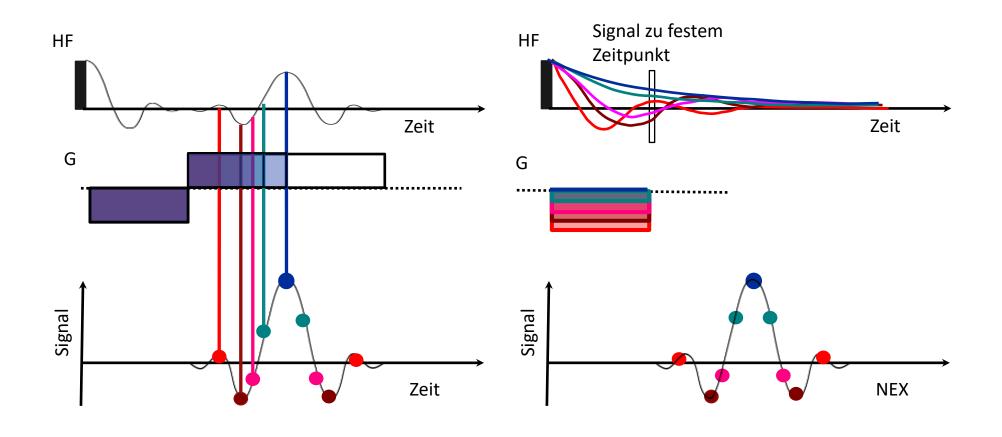
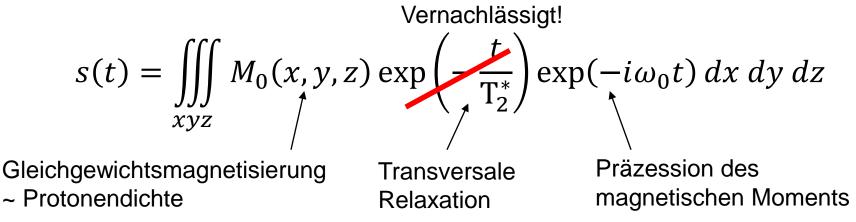


Illustration: Frequenz- vs. Phasenkodierung



Signalgleichung mit Selektiver Anregung

Die Signalgleichung nach einem 90°-Puls lautet:



2D-Integral nach selektiver Anregung:

$$s(t) = \iint_{xy} m(x,y) \exp(-i\omega_0 t) dx dy$$

$$mit \quad m(x,y) = \int_{z_0 - \frac{\Delta z}{2}}^{M_0(x,y,z)} M_0(x,y,z) dz$$

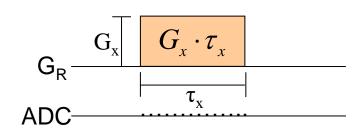
Signalgleichung: Phasenkodierung

Ein linearer Feldgradient in y-Richtung zwischen Anregung und Auslesen ändert die Signalgleichung wie folgt:

$$s(G_y, \tau_y, t) = \iint_{xy} m(x, y) \exp(-i\omega_0 t) \exp(-i\gamma G_y \tau_y y) dxdy$$

Signalgleichung: Frequenzkodierung

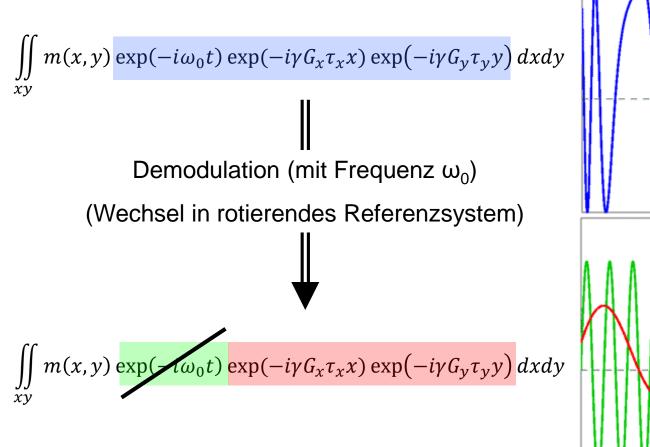
Ein linearer Feldgradient in x-Richtung während des Auslesens ändert die Signalgleichung wie folgt:



$$s(G_x, G_y, \tau_x, \tau_y, t) =$$

$$\iint_{xy} m(x, y) \exp(-i\omega_0 t) \exp(-i\gamma G_x \tau_x x) \exp(-i\gamma G_y \tau_y y) dxdy$$

Signalgleichung: Demodulation



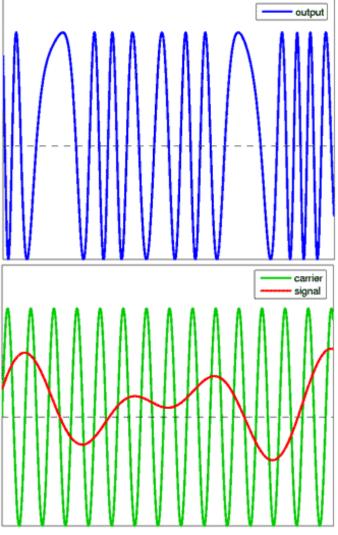


Figure from: http://en.wikipedia.org/wiki/Phase_modulation

Signalgleichung: k-Raum-Formalismus

Das demodulierte Signal einer selektiv angeregten Schicht, die vor und während des Auslesens linearen Feldgradienten in y- und x-Richtung ausgesetzt war lautet demnach:

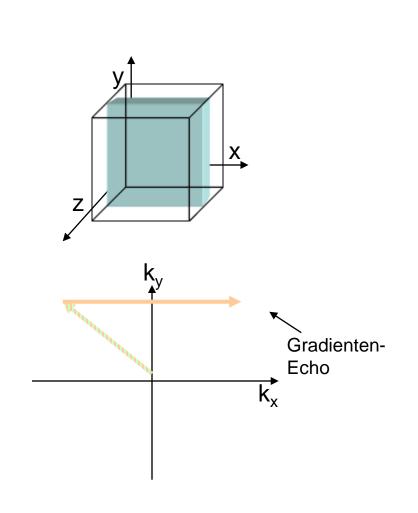
$$s(G_x, G_y, \tau_x, \tau_y) = \iint_{xy} m(x, y) \exp(-i\gamma G_x \tau_x x) \exp(-i\gamma G_y \tau_y y) dxdy$$

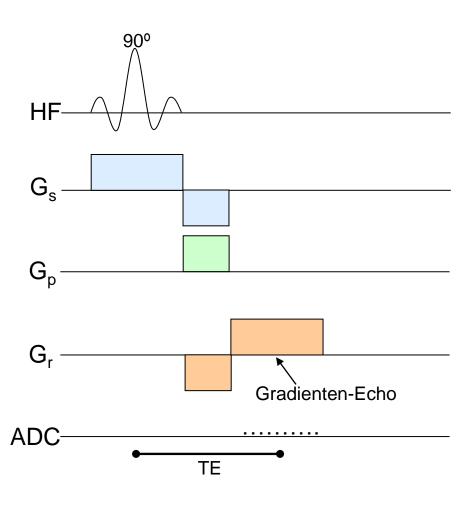
Das Signal ist die Fourier-Transformation der Magnetisierung!

Definition:
$$k_x(G_x, \tau_x) = \frac{\gamma}{2\pi} G_x \tau_x$$
, $k_y(G_y, \tau_y) = \frac{\gamma}{2\pi} G_y \tau_y$

$$s(k_x, k_y) = \iint_{xy} m(x, y) \exp(-i2\pi k_x x) \exp(-i2\pi k_y y) dxdy$$

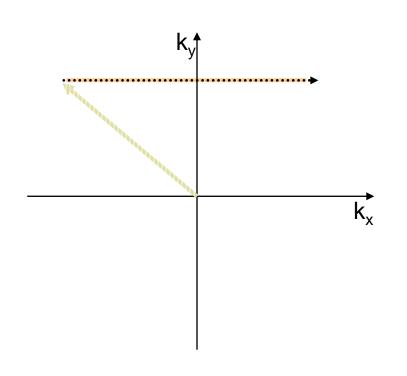
MRT mit Gradienten-Echo

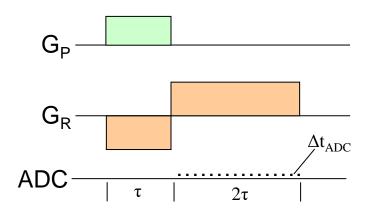




Abtastung des k-Raums

Durch die Kombination von Phasen- und Frequenzkodierung zeichnen wir **eine Zeile** im *k*-Raum auf:



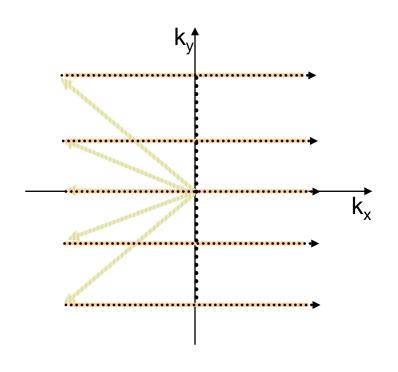


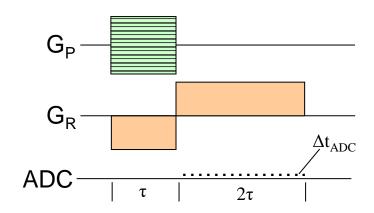
$$k_{x} = \frac{\gamma}{2\pi} \left(-G_{x}\tau + G_{x} \{0, \Delta t_{ADC}, 2\Delta t_{ADC}, ..., 2\tau\} \right)$$

$$k_{y} = \frac{\gamma}{2\pi}G_{y}\tau = const.$$

Abtastung des k-Raums

Um den **kompletten zweidimensionalen** *k*-Raum abzutasten wird die Sequenz mit anderer Stärke des *y*-Gradienten wiederholt

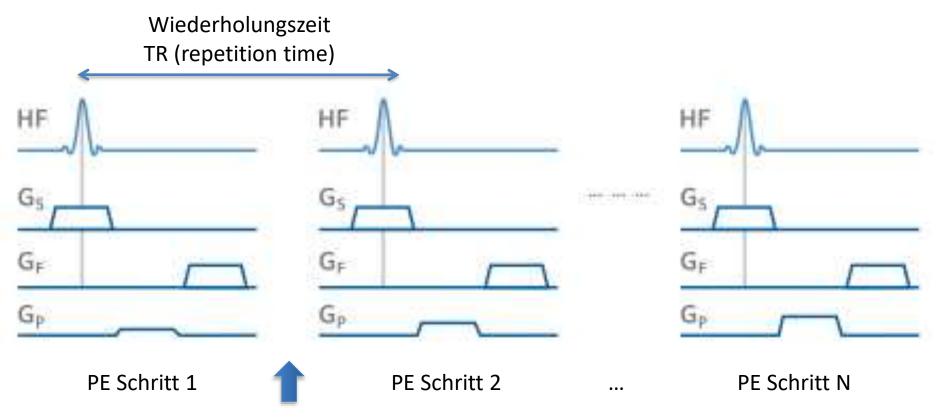




$$k_{x} = \frac{\gamma}{2\pi} \left(-G_{x}\tau + G_{x}\{0, \Delta t_{ADC}, 2\Delta t_{ADC}, ..., 2\tau\} \right)$$

$$k_{y} = \frac{\gamma}{2\pi} \{G_{y,\text{max}}, ..., G_{y,\text{min}}\} \tau$$

Gesamtablauf: Phasen- und Frequenkodierung



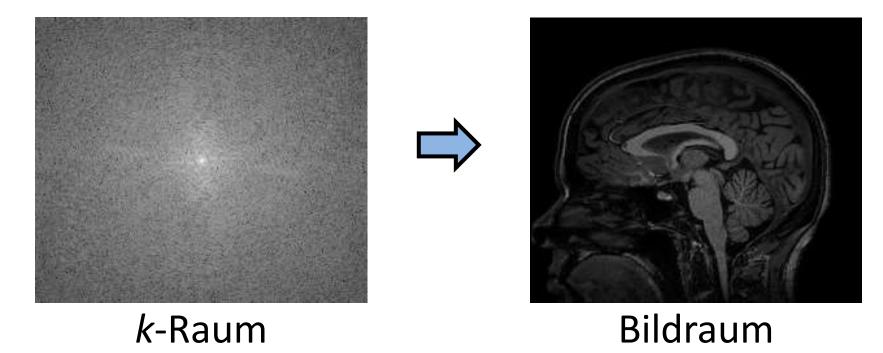
Abwarten der T1-Relaxation

Die Gesamtzeit einer MRT-Aufnahme ergibt sich als Produkt der Wiederholungszeit TR und der Zahl der Phasenkodierschritte.

MRT: Bildrekonstruktion

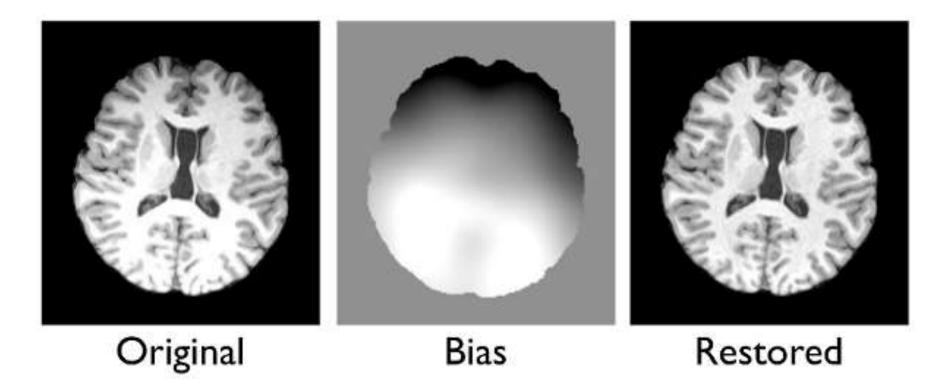
Sobald der k-Raum vollständig gefüllt ist, kann man das Bild durch eine **inverse 2D Fourier-Transformation** rekonstruieren

- Theoretisch sollte es reichen, die Hälfte des k-Raums abzutasten
- Vollständige Abtastung verringert Einfluss von Rauschen und Artefakten
- Absolutbetrag der Rekonstruktion ergibt ein reellwertiges Bild



MRT-Artefakte: Inhomogenitäten

- Das Magnetfeld in MR-Scannern ist nicht perfekt homogen, der HF-Puls nicht überall genau gleich stark
 - Einflüsse der Umgebung und des Probanden selbst
 - Anregungswinkel α ist nicht überall gleich
 - Führt zu ungleichmäßiger "Ausleuchtung" des Bildes

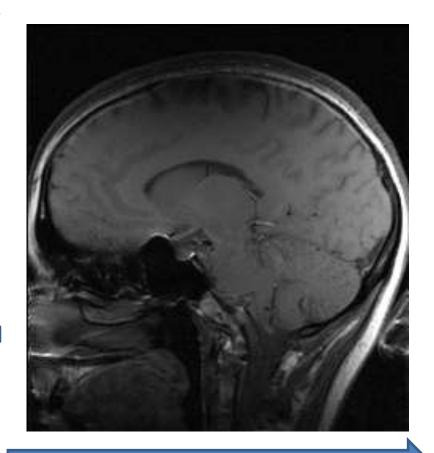


Einfaltungsartefakte

Körperteile/Objekte im Scanner, aber außerhalb des

Untersuchungsfeldes werden auf der gegenüberliegenden Seite in das Bild "eingefaltet"

 In Phasenkodierrichtung besonders schwierig zu unterdrücken



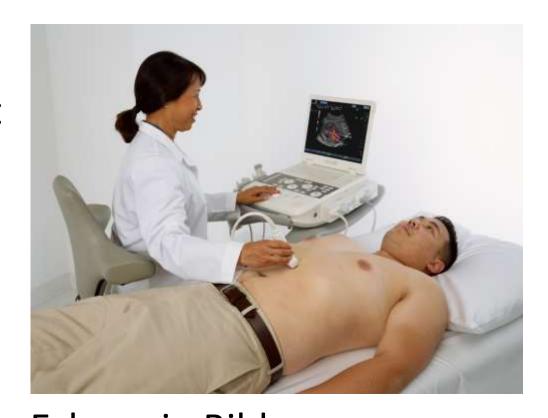
Zusammenfassung: Magnetresonanztomographie

- MRT eignet sich besonders für Weichgewebe und Organe
- Ein MRT-Scan besteht aus folgenden Schritten:
 - 1. Polarisierung von Wasserstoff-Kernen durch starkes Magnetfeld
 - 2. Selektive Anregung der Kerne durch einen resonanten HF-Puls
 - 3. Phasen- und Frequenzkodierung der Position in 2D-Schicht
 - **4. Aufzeichnung** des **Echos** und Eintrag in den *k*-Raum
 - Vollständiges Füllen des k-Raums durch Wiederholung der Schritte 2-4
 - 5. Rekonstruktion durch inverse Fourier-Transformation
- Bildkontrast ergibt sich durch verschiedene Protonendichten sowie Relaxationszeiten
 - Longitudinal: T_1 , Transversal: T_2 bzw. T_2 *

3.5 Ultraschall

Vorteile von Ultraschall

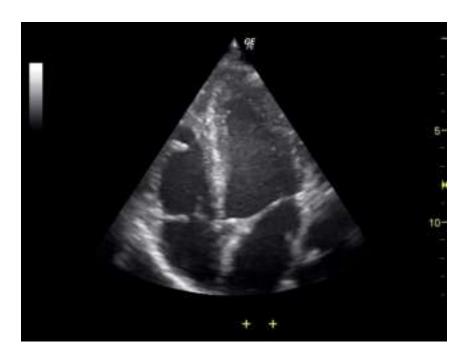
- Bildgebung mit Ultraschall (Sonographie) ist mobil, preiswert und sicher
- Grundprinzip: Ein UltraschallWandler strahlt Schallwellen
 oberhalb des hörbaren Bereichs
 (1-40 MHz) in den Körper und
 erzeugt aus den zurückgeworfenen Echos ein Bild



- Der Doppler-Effekt ermöglicht bei Bedarf die Darstellung von Blutfluss
- Hinweis: Aus Zeitgründen behandeln wir dieses Thema knapp.

Anwendungen von Ultraschall

Zum Einsatz kommt Ultraschall u.a. zur Untersuchung des Herzens, Verdauungstrakts, von Blutgefäßen/Blutfluss und von ungeborenen Kindern







Schallimpedanz

- Die **Schallimpedanz** $Z=\rho\cdot c$ beschreibt den Widerstand, den ein Material der Schallausbreitung entgegensetzt
 - Produkt der Dichte ho und Schallgeschwindigkeit c

Material	c [m/s]	$ ho$ [g/cm 3]	Z [g cm ⁻² s ⁻¹]
Luft	331	0,0013	43
Fett	1470	0,97	1,42·10 ⁵
Wasser	1492	0,9982	1,48·10 ⁵
Hirn	1530	1,02	1,56·10 ⁵
Muskel	1568	1,04	1,63·10 ⁵
Knochen	3600	1,7	6,12·10 ⁵

Reflexion und Transmission

• Der Reflexionskoeffizient R an der Grenzfläche zweier Materialien mit Impedanzen Z_1 und Z_2 ist (bei senkrechtem Einfall)

$$R = \frac{(Z_2 - Z_1)^2}{(Z_2 + Z_1)^2}$$

 Grenzen mit sehr kleinen Impedanzunterschieden sind kaum sichtbar, sehr große Unterschiede machen alle Strukturen dahinter unsichtbar



Eindringtiefe und Auflösung

- Die Schallintensität nimmt auf dem Weg durch homogenes Material durch Absorption und Streuung exponentiell ab
 - Höhere Frequenzen haben einen höheren Schwächungskoeffizienten
- Höhere Frequenzen erlauben jedoch auch eine höhere Ortsauflösung

Frequenz [MHz]	Eindringtiefe [cm]	Anwendungsbeispiele	Auflösung [mm]	
			lateral	axial
3,5	15	Fetus, Leber, Herz, Niere	1,7	0,5
7,5	7	Prostata	0,8	0,3
10	5	Pankreas (intraoperativ)	0,6	0,2
20	1,2	Auge, Haut	0,4	0,15

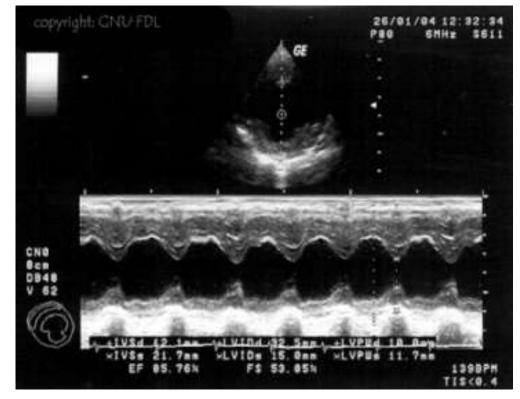
Bildquelle: Wikipedia

A- und M-Mode

• Im **A-Mode** (Amplitude) werden die Echozeiten eines einzelnen Ultraschall-Strahls in Tiefe umgerechnet und die Intensitäten

der Echos dargestellt

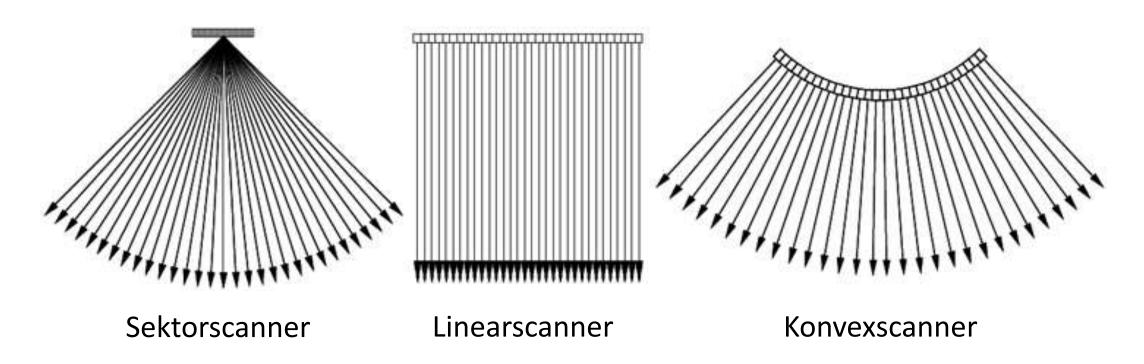
- Zeitabhängige Verstärkung (engl. Time Gain Compensation) kompensiert die Abschwächung durch Absorption und Streuung
- Im M-Mode (Motion) wird eine A-Mode über die Zeit hinweg als Bild dargestellt



Hundeherz in B-Mode (oben) / M-Mode (unten)

B-Mode

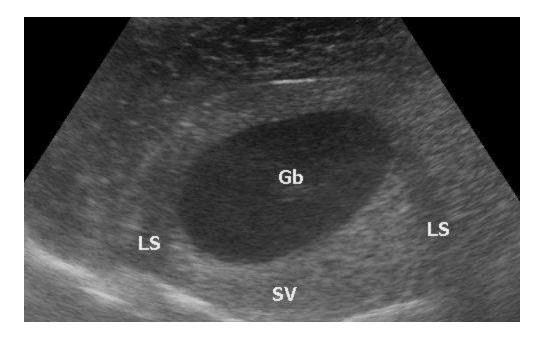
- Der **B-Mode** (Brightness) stellt die Echos eines zweidimensionalen Strahlenfächers als Bild dar
 - Verschiedene Sondentypen, je nach Anwendung
 - Schwenken des 2D-Fächers ermöglicht auch 3D-Bilder



Bildquelle: Wikipedia

Bildstörungen im Ultraschall

- Interpretation von Ultraschall erfordert viel Erfahrung
 - Darstellung der Anatomie hängt von Positionierung des Ultraschallkopfs ab
 - Interferenzen der Schallwellen führen zu Bildrauschen (Speckle)
 - Starke Reflexionen erzeugen "Schatten"
 - Mehrfachreflexionen führen zu "Trugbildern"
 - Strukturen hinter schwach dämpfendem
 Material werden übermäßig hell
 - Unterschiede zwischen angenommener und tatsächlicher (materialabhängiger) Schallgeschwindigkeit verzerren das Bild



LS = Laterale Schatten, SV = Schallverstärkung

Zusammenfassung: Sonographie

- Sonographie macht Unterschiede akustischer Impedanz an den Grenzflächen verschiedener Gewebe / Materialien sichtbar
- Schallfrequenz (im MHz-Bereich) ist anwendungsabhängig
 - Höhere Frequenzen haben bessere Auflösung, geringere Eindringtiefe
- Ultraschall ist bei korrektem Einsatz unbedenklich
 - Sicherheitsaspekte: Wärmeentwicklung und Kavitation
- Ultraschall ist relativ einfach, mobil und breit verfügbar, die Bilder haben jedoch zahlreiche Störungen und sind daher schwer zu interpretieren

3.6 Optische Kohärenztomographie

Grundprinzip der OCT

• Die **Optische Kohärenztomographie** (*engl*. Optical Coherence Tomography, OCT) bestimmt durch Interferenz kohärenten Lichts den Abstand, aus dem Licht reflektiert wird

- Grundidee ähnlich wie im Ultraschall, Laser-Licht im Infrarotbereich statt

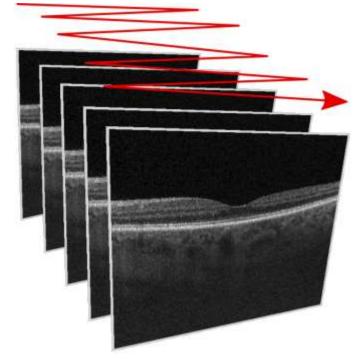
Schallwellen

Erreicht Eindringtiefe von wenigen mm,
 Auflösung im μm-Bereich

Aus Zeitgründen verzichten wir auf weitere Details

• Anwendungsbereiche:

- Untersuchungen der Netzhaut
- Diagnostik der Haut
- Intravaskuläre Bildgebung



Anwendungsbeispiel: OCT

 Unsere Gruppe beschäftigt sich aktuell u.a. mit der Quantifizierung krankhafter Veränderungen im Kontext der altersbedingten Makuladegeneration (AMD), z.B. Drusen



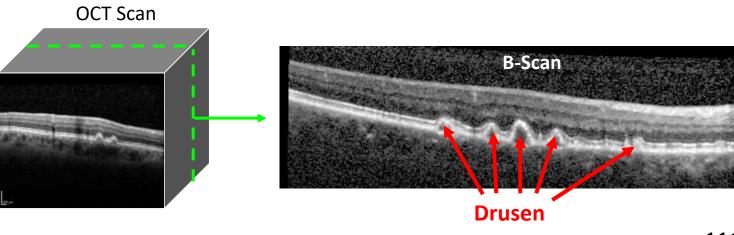




Bildquelle: National Eye Institute,
National Institutes of Health



Bildquelle: Heidelberg Engineering



Zum Nach- und Weiterlesen

- Olaf Dössel: Bildgebende Verfahren in der Medizin. Springer, 2016
- Andreas Maier et al. (Eds.): Medical Imaging Systems. Springer LNCS 11111, 2018 (Open Access Book)
- B. Preim, C. Botha: Visual Computing for Medicine: Theory, Algorithms, and Applications, Morgan Kaufmann, 2014
 - E-book available within UBonn network!
- M. A. Flower (Ed): Webb's Physics of Medical Imaging, 2nd edition, CRC Press 2012
- Magnets, Spins and Resonances, Siemens Healthcare (available online)