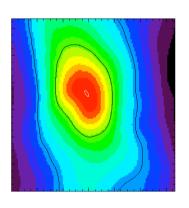
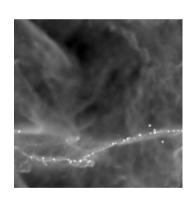
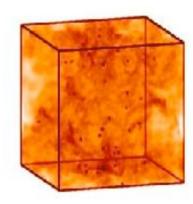
Sternentstehung











Ralf Klessen
Zentrum für Astronomie Heidelberg



Übersicht

WAS?

- Was sind Sterne?

WO und WANN?

- Wo und wann bilden sich Sterne?

WIE?

- Wie beobachtet man Sternbildung?
- Wie bilden sich Sterne?



Theorie der turbulenten Sternentstehung

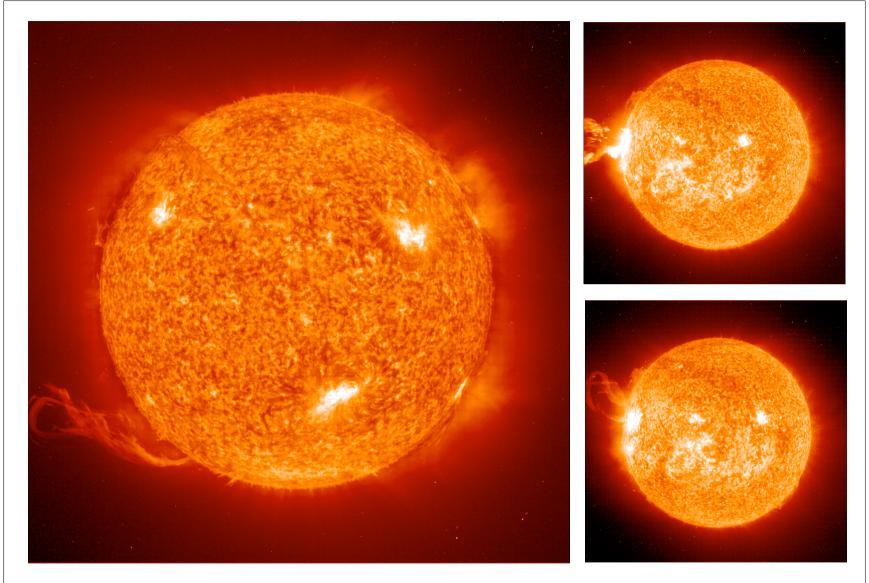
BEISPIELE

- Statistik der interstellaren Turbulenz
- Stellare Massenfunktion

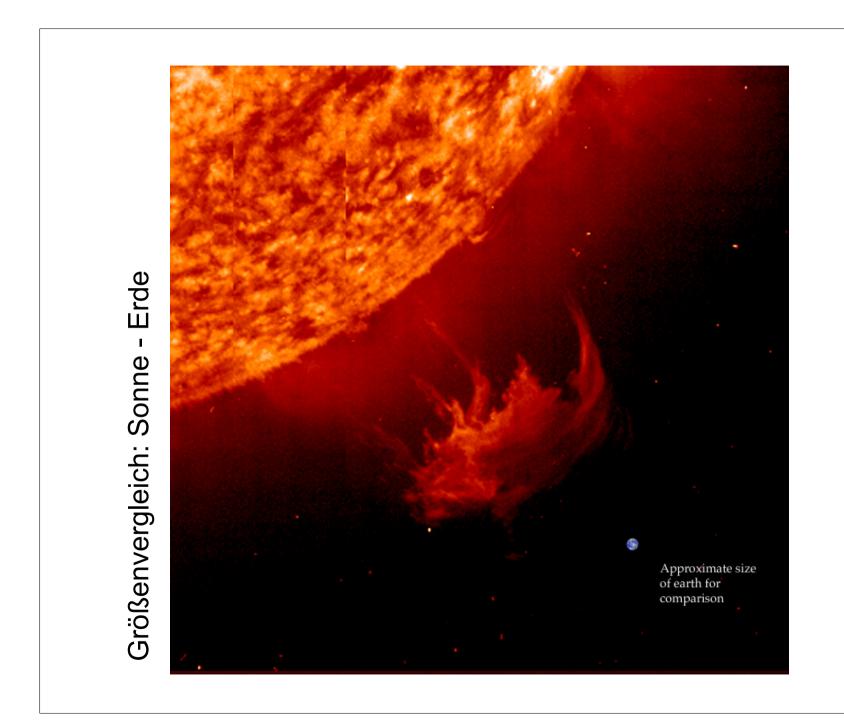
Phänomenologie

Theorie





Unsere Sonne in verschiedenen Aktivitätsphasen



Sterne: die Sonne

Eigenschaften der Sterne (Stellare Zustandsgrößen):



Unsere Sonne ⊙ als Referenzstern

Radius	$R_{oldsymbol{\circ}}$	696 000 km	
Masse	$M_{oldsymbol{\odot}}$	1,989x10 ³⁰ kg	
Leuchtkraft	$L_{oldsymbol{\odot}}$	3,86x10 ²⁶ W ←	
effektive Temperatur	T_{eff}	5800 K (Oberfläche)	
Zentraltemperatur	$T_{zentral}$	15x10 ⁶ K	
Alter	t₀	4.5x10 ⁹ a	

auf der Erde: Solarkonstante 1.37 kW/m²

Spektraltyp G2 Leuchtkraftklasse V

chemische Zusammensetzung (Massenanteil)

73% Wasserstoff X

25% Helium Y 2% Metalle Z

Sterne: die Sonne

Eigenschaften der Sterne (Stellare Zustandsgrößen):



Unsere Sonne ⊙ als Referenzstern

Radius	R₀	7 x 10 ¹⁰ cm
Masse	M_{\odot}	$2 \times 10^{33} g$
Leuchtkraft	$L_{oldsymbol{\odot}}$	4 x 10 ³³ erg/s
effektive Temperatur	T_{eff}	5800 K
Zentraltemperatur	T _{zentral}	15x10 ⁶ K
Alter	t_{\odot}	$1.7 \times 10^{17} \mathrm{s}$

in cgs Einheiten

Spektraltyp G2 Leuchtkraftklasse V

chemische Zusammensetzung (Massenanteil)

73% Wasserstoff X

25% Helium Y 2% Metalle Z

Sterne: Statistische Charakeristika



Sterndichte in der Sonnenumgebung $n_* \approx 0.05 \text{ pc}^{-3}$

Sterndichte im Orion-Trapezhaufen $n_* \approx 10^3 \text{ pc}^{-3}$ Sterndichte in Starburst-Regionen $n_* \approx 10^4 \text{ pc}^{-3}$

 $1 \text{ pc} = 3,086 \times 10^{18} \text{ cm}$

Anzahl der Sterne in der Milchstraße: ≈ 10¹¹

Sternentstehungsrate: $\approx 2 M_{\odot}/Jahr$

Sterne: Statistische Charakeristika



Sterndichte in der Sonnenumgebung $n_* \approx 0.05 \text{ pc}^{-3}$

Sterndichte im Orion-Trapezhaufen $n_* \approx 10^3 \text{ pc}^{-3}$ Sterndichte in Starburst-Regionen $n_* \approx 10^4 \text{ pc}^{-3}$

 $1 \text{ pc} = 3,086 \times 10^{18} \text{ cm}$

Anzahl der Sterne in der Milchstraße: ≈ 10¹¹

Sternentstehungsrate: $\approx 2 M_{\odot}/Jahr$

Skalen:

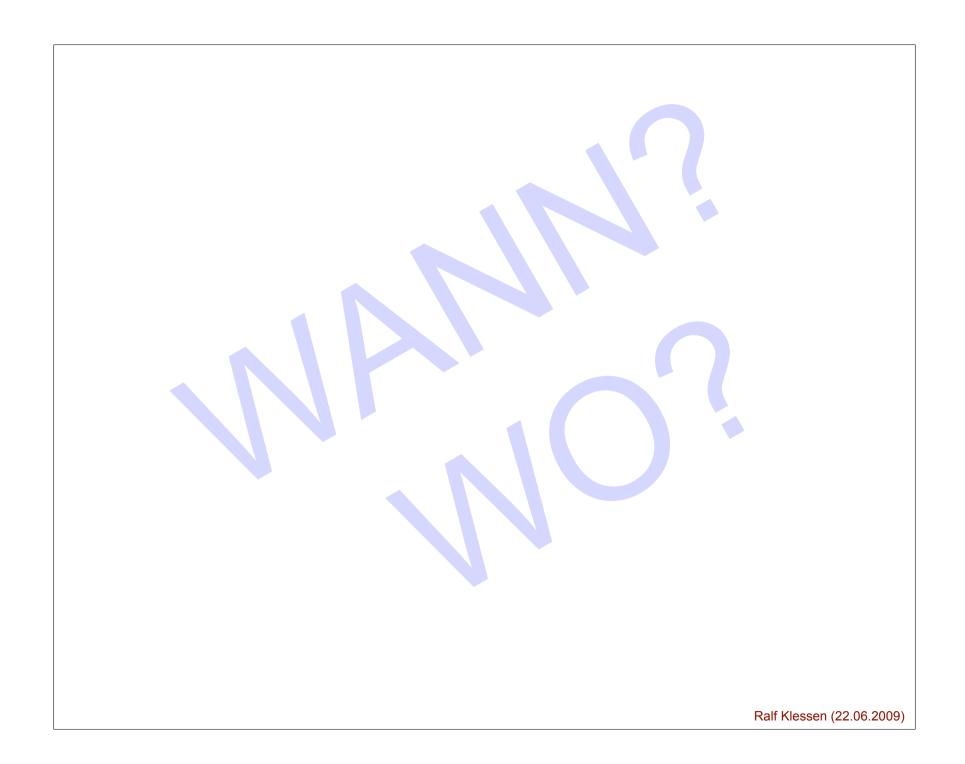
Milchstraße $\varnothing \approx 30 \text{ kpc} \approx 10^{23} \text{ cm} \approx 100.000 \text{ Lichtjahre}$

Erdbahn $\varnothing \approx 2 \text{ AU} \approx 3 \times 10^{15} \text{ cm} \approx 17 \text{ Lichtminuten}$

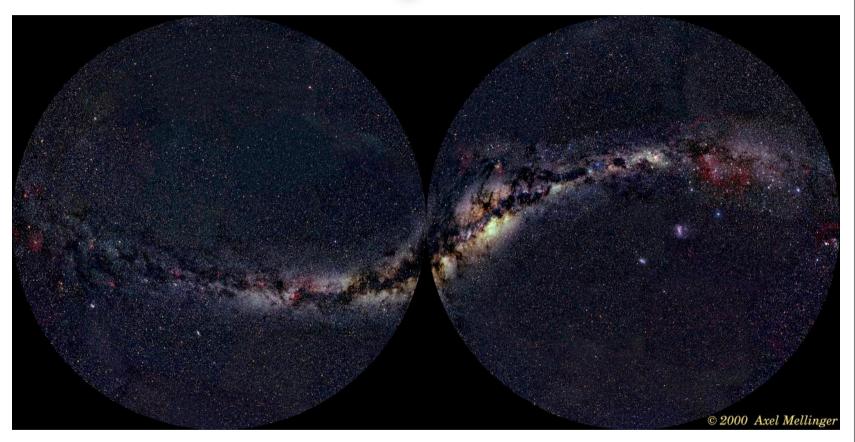
Sonnendurchmesser $\varnothing \approx 1.4 \times 10^{11} \text{ cm}$

Erddurchmesser $\varnothing \approx 1.3 \times 10^9 \text{ cm}$

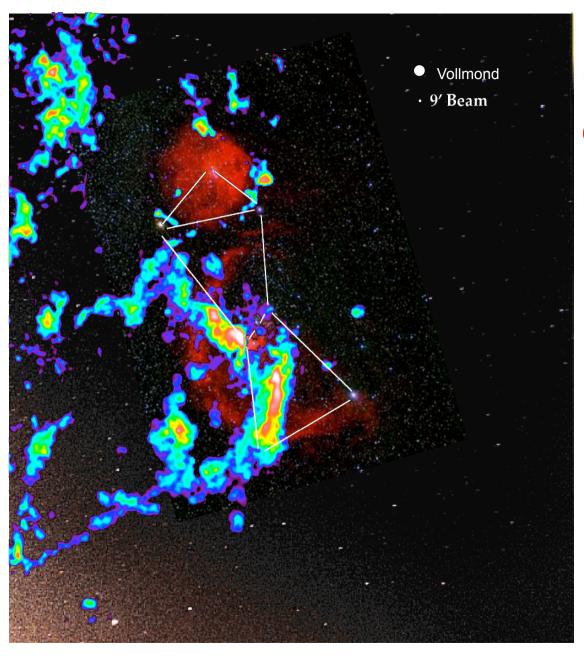
Ralf Klessen (22.06.2009)



Sternentstehung in der Milchstraße



Am Nachthimmel sieht man **Dunkelwolken** und **Sterne**: Die hellsten Sterne sind *massereich* und daher *jung.*→ Sternentstehung ist wichtig um beobachtete Struktur der Milchstraße zu verstehen.

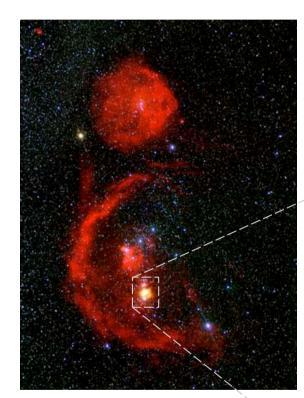


Sternentstehung in Orion

Wir sehen

- Sterne (im sichtbaren Licht)
- Atomaren
 Wasserstoff
 (in Hα -- rot)
- Molekularen Wasserstoff H₂
 (Radiostrahlung von Tracermolekül CO farbcodiert)

Lokales SE Gebiet: Trapezhaufen in Orion



Sternbild Orion

Die Orionmolekülwolke ist die Geburtsstätte mehrer junger Sternhaufen.

Der Trapezhaufen ist noch ``eingebettet'' und nur im IR Wellenbereich sichtbar. Der Haufen besteht aus ~2000 jungen Sternen.



Trapezhaufen



Trapezhaufen

(Detail)

Sterne entstehen in

Haufen

Sterne entstehen in Molekül-

wolken

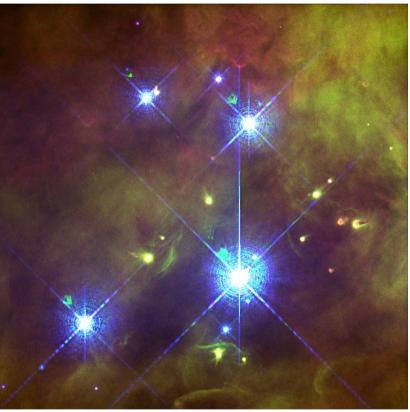
Rückkopplungseffekte sind wichtig

(Mehrfarbenaufnahme in J,H,K: McCaughrean, VLT, Paranal, Chile)

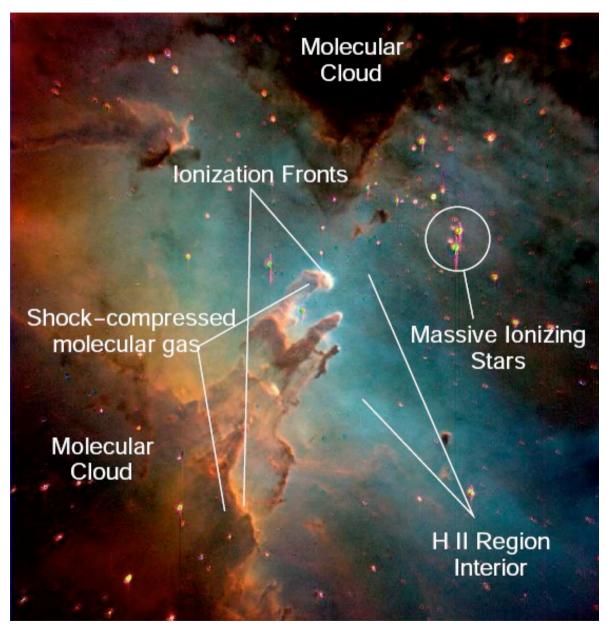
Trapezhaufen: Zentralgebiet



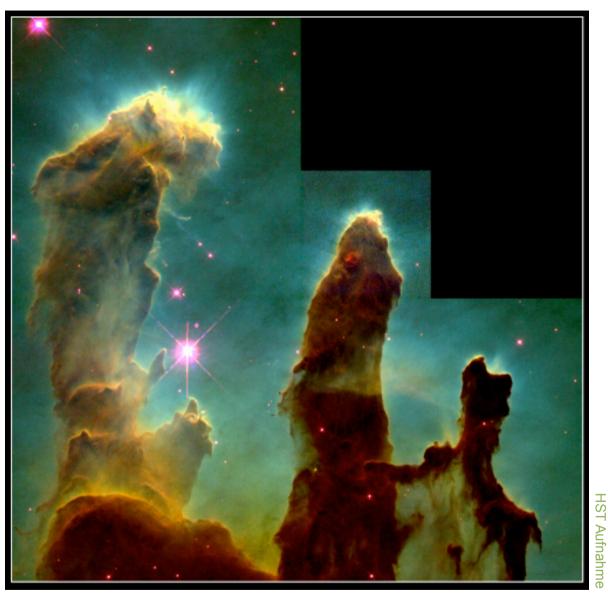
Der Großteil der ionisierenden Strahlung kommt vom Zentralstern **⊕1C Orionis**



Proplyds: Verdampfende ``protoplanetare´´ Scheiben um junge massearme Protosterne

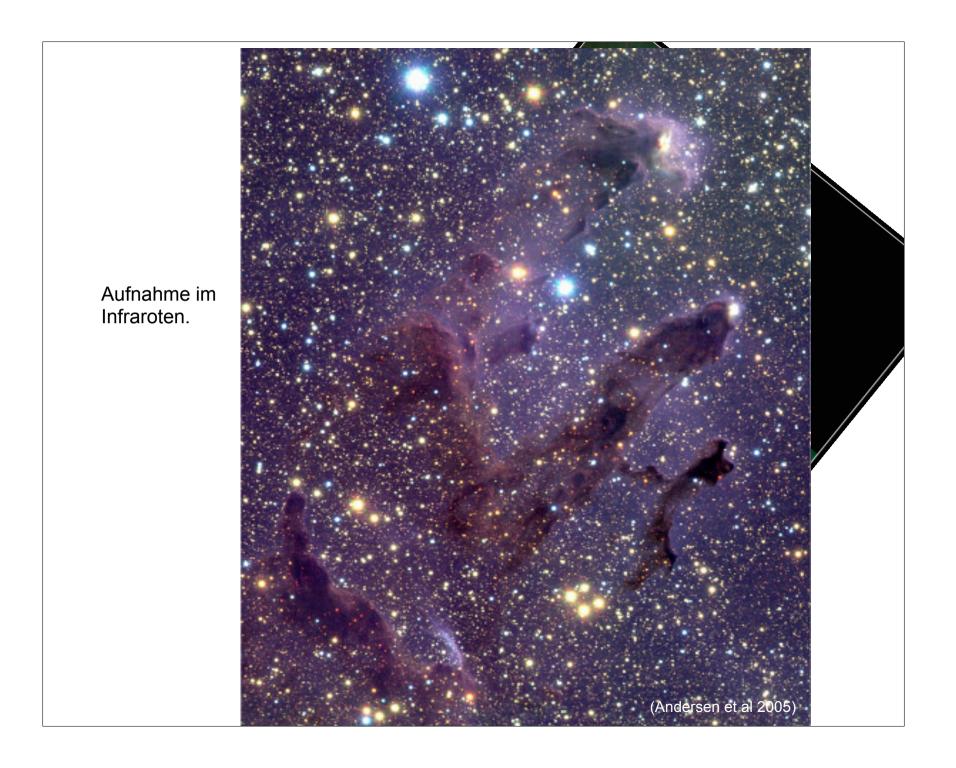


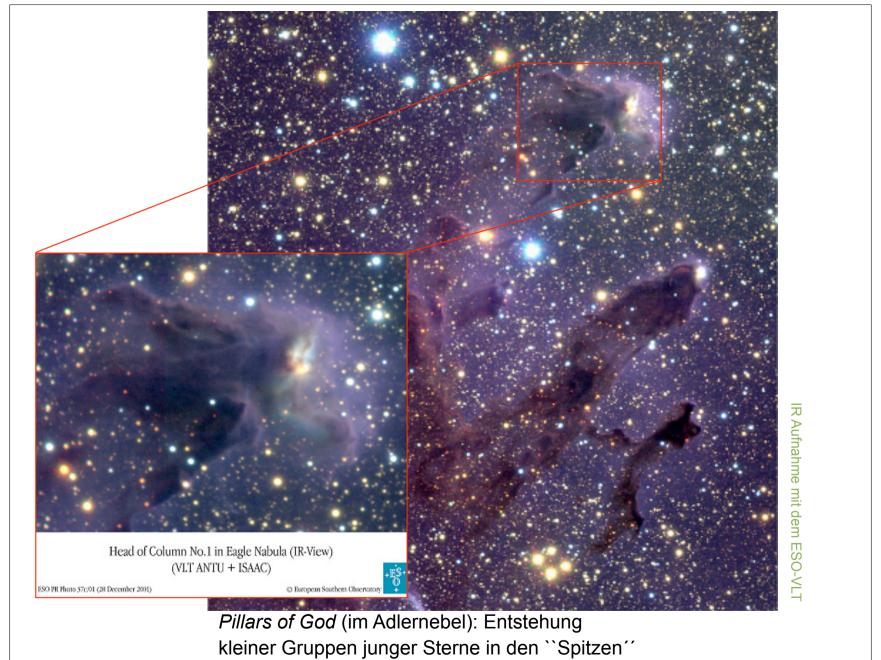
alles in einem Bild



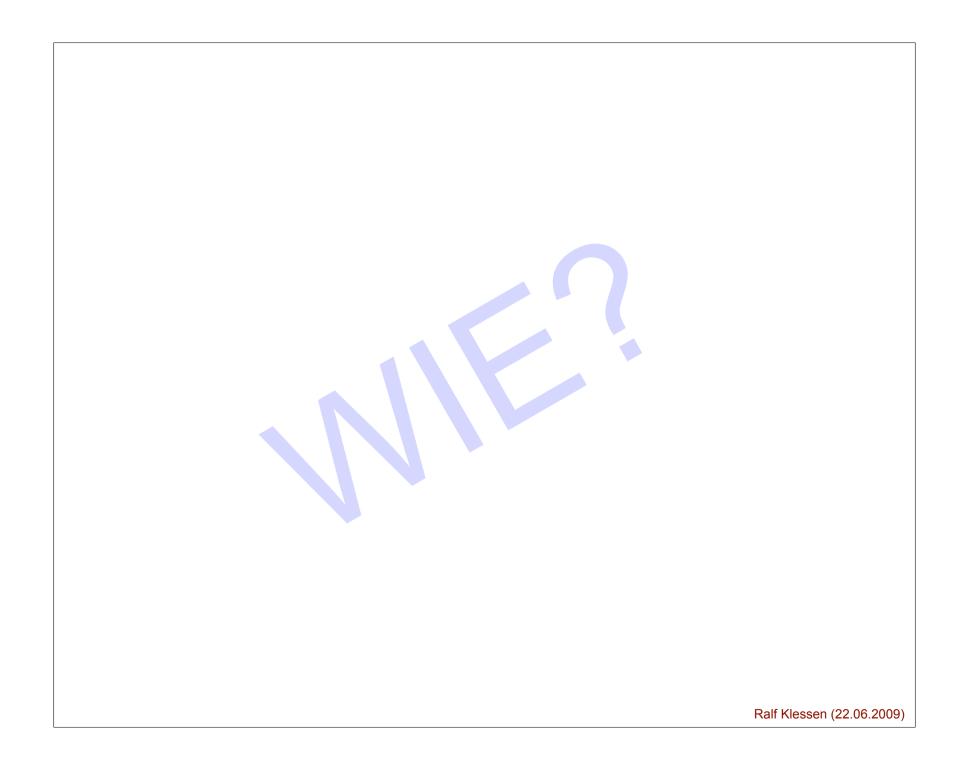
Pillars of God (im Adlernebel): Entstehung kleiner Gruppen junger Sterne in den ``Spitzen´´ der Gasund Staubsäulen....

Ralf Klessen (22.06.2009)





kleiner Gruppen junger Sterne in den ``Spitzen'' der Gas- und Staubsäulen....



Interstellare Materie: ISM

Häufigkeit bezogen auf 1.000.000 Wasserstoff-Atome

Element Ordnungszahl kosmischeHäufigkeit

Deuterium $_1H^2$ 1 Helium He 2 68.	16 000 420
Helium He 2 68.	
	420
Kohlenstoff C 6	
Stickstoff N 7	90
Sauerstoff O 8	700
Neon Ne 10	100
Natrium Na 11	2
Magnesium Mg 12	40
Aluminium Al 13	3
Silicium Si 14	38
Schwefel S 16	20
Calcium Ca 20	2
Eisen Fe 26	34
Nickel Ni 28	2

Wasserstoff ist das häufigste Element (mehr als 90% aller Atome). Im Vergleich zur kosmischen Häufigkeit sind manche Elemente im ISM seltener, d.h. abgereichert. Ein Teil ihrer Atome befinden sich nicht mehr in der Gasphase, sondern in Staubteilchen.

Phasen der ISM

Die Dominanz von Wasserstoff legt eine Klassifizierung der Regionen des ISM gemäß des Zustands von H nahe:

Ionisierter atomarer Wasserstoff HII (H+)
Neutraler atomarer Wasserstoff HI (H)
Molekularer Wasserstoff H₂



Die jeweiligen Regionen bestehen nahezu zu 100% aus der entsprechenden Komponente, wobei, die Grenzgebiete zwischen HII, H und H₂ sehr dünn sind.



Phasen der ISM

Die Dominanz von Wasserstoff legt eine Klassifizierung der Regionen des ISM gemäß des Zustands von H nahe:

Ionisierter atomarer Wasserstoff HII (H⁺)
Neutraler atomarer Wasserstoff HI (H)
Molekularer Wasserstoff H₂



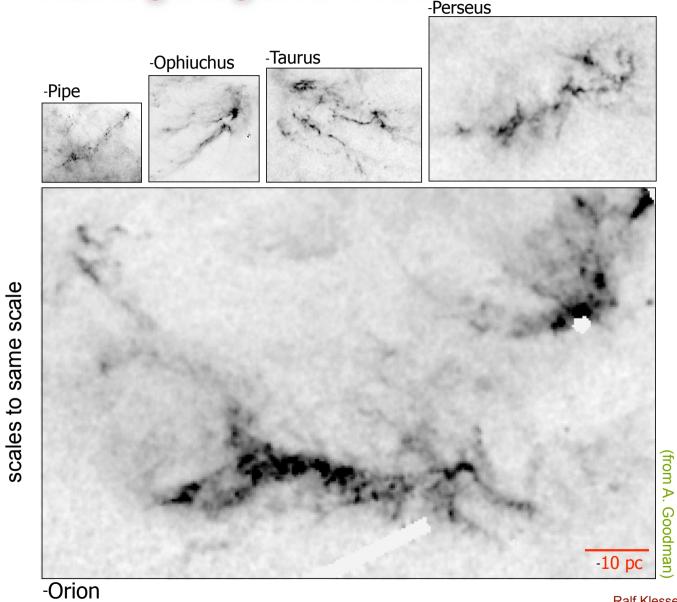
Die jeweiligen Regionen bestehen nahezu zu 100% aus der entsprechenden Komponente, wobei, die Grenzgebiete zwischen HII, H und H₂ sehr dünn sind.

Der größte Teil (ca. 80%) des ISM machen HI und HII-Gebiete niedriger Dichte aus. H₂ befindet sich in *Molekülwolken*, die oft von HII-Gebiete hoher Dichte begleitet werden. In der Milchstraße entstehen Sterne immer in Molekülwolken!



Nahegelegene Wolken Perseus



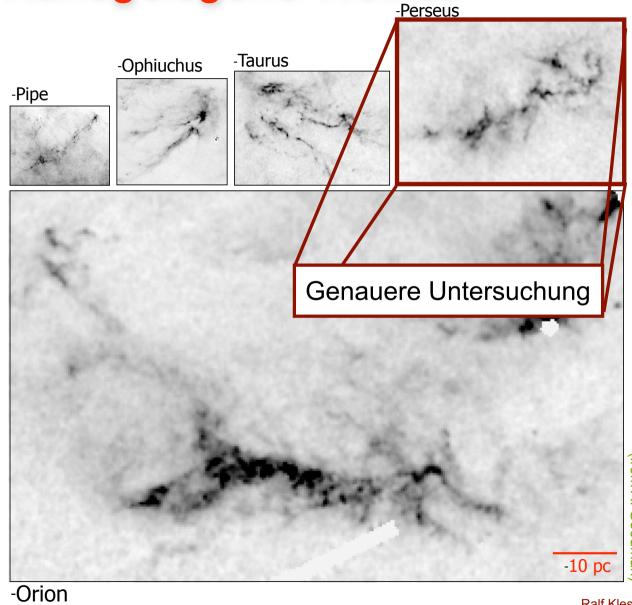




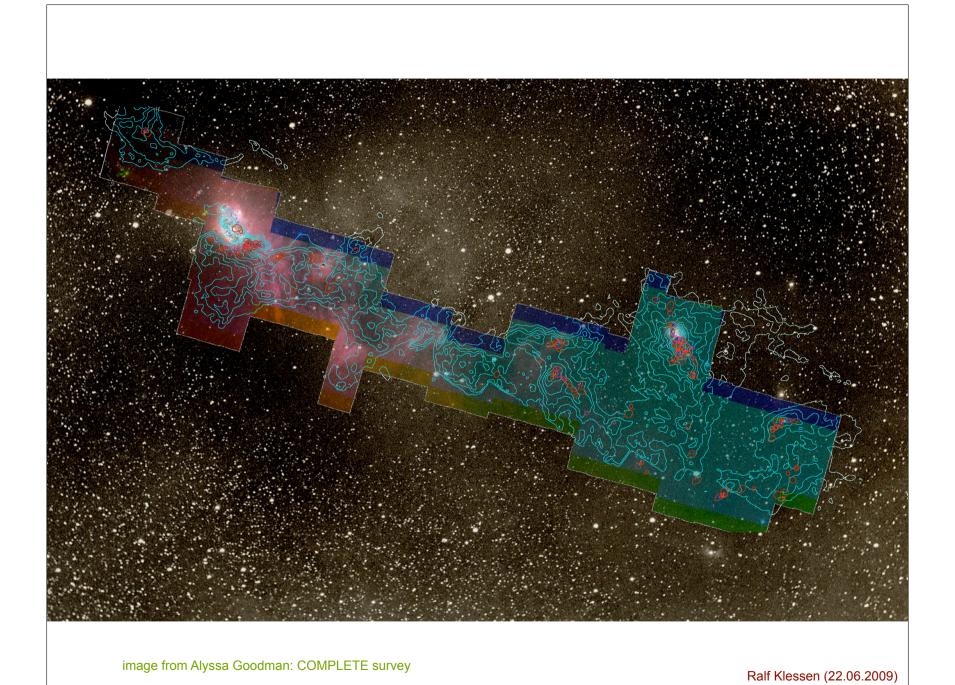
scales to same scale

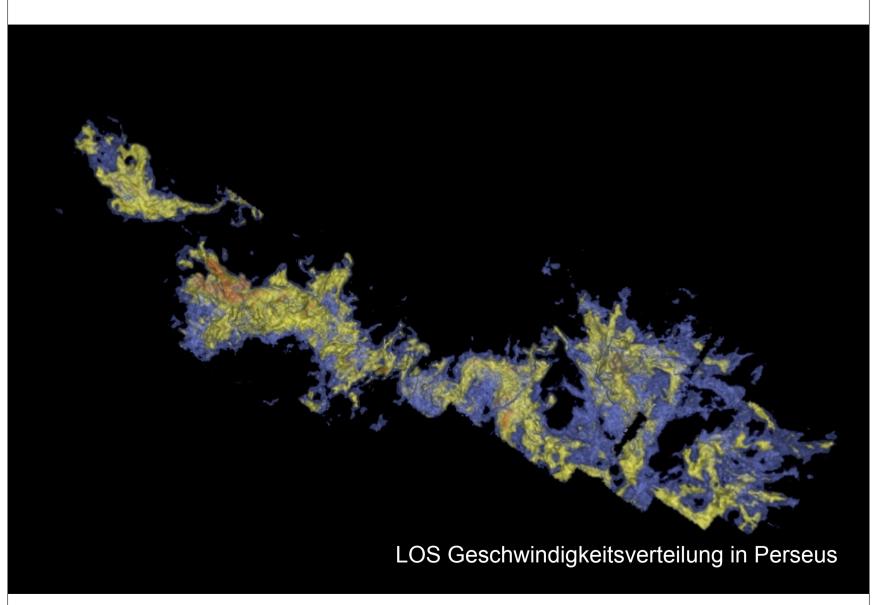
Nahegelegene Wolken <u>Perseus</u>

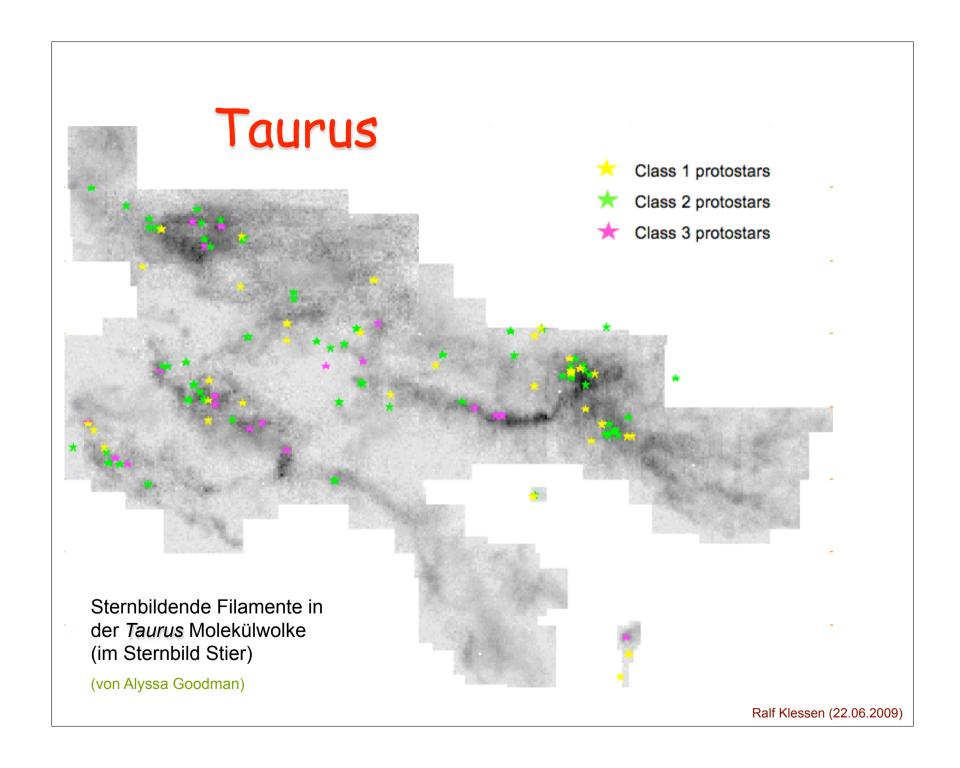


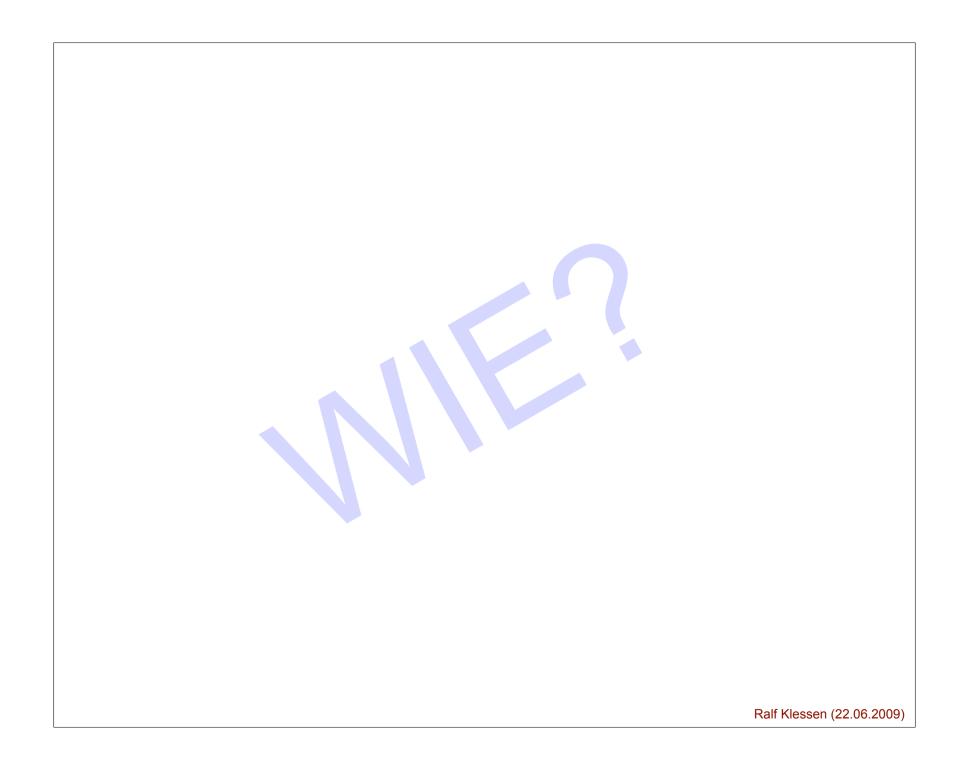


Ralf Klessen (22.06.2009)



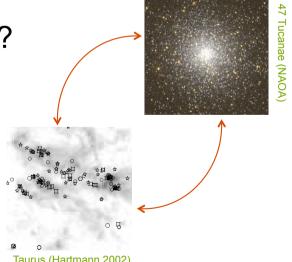






Sternentstehung

- Wie bilden sich Sterne?
- Was bestimmt wo und wann Sterne entstehen?
- Welche physikalische Prozesse initiieren und regulieren Sternentstehung und ihre Effizienz?
- Wie beeinflussen globale Eigenschaften der Galaxie die Sternentstehung auf lokalen Skalen, und umgekehrt?
- Gibt es verschiedene Modi der SE?
 (isolierte SE ↔ SE im Haufen)
- → Identifikation der relevanten physikalischen Prozesse!



Gravoturbulente Sternentstehung

These:

Sternentstehung wird kontrolliert durch das Wechselspiel von Gravitation und Überschallturbulenz

- Duale Rolle der Turbulenz:
 - Stabilität auf großen Skalen
 - Initiiert Kollaps auf kleinen Skalen



Gravoturbulente Sternentstehung

- Überschallturbulenz in der galaktischen Scheibe produziert starke Dichtefluktuationen (in Schocks: δρ/ρ ∝ M²)
 - chemischer Phasenübergang: atomar → molekular
 - Kühlungsinstabilität
 - gravitative Instabilität
- Kalte Molekülwolken entstehen in Gebieten hoher Dichte
- Turbulenz erzeugt Dichtestruktur, Gravitation selektiert für Kollaps

> GRAVOTUBULENTE FRAGMENTATION

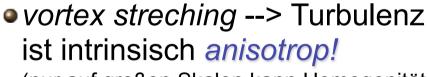
 Turbulente Kaskade: Lokale Kompression im Inneren der Wolke führt zu Kollaps → Sterne und Sternhaufen

Eigenschaften der Turbulenz

 Laminarer Fluss wird turbulent bei großen Reynolds Zahlen

$$Re = \frac{Advektion}{Dissipation} = \frac{VL}{v}$$

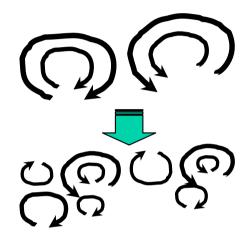
V= typical velocity on scale L, v = viscosity, Re > 1000



(nur auf großen Skalen kann Homogenität & Isotropie gelten, in statistischem Sinn;

z.B. Landau & Lifschitz, Chandrasekhar, Taylor, etc.)

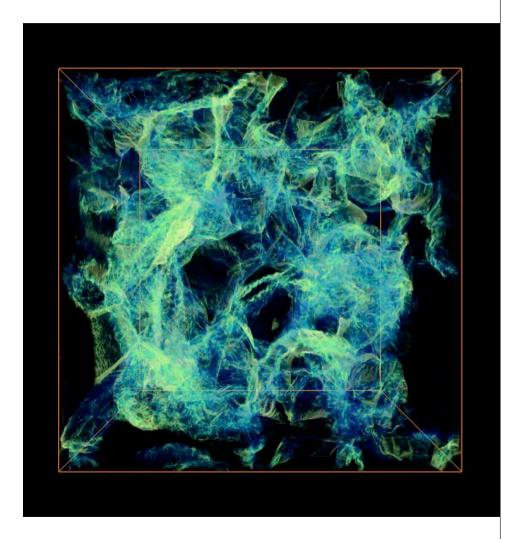
(ISM Turbulenz: Stöße & B-Feld erzeugen weitere Inhomogenitäten)



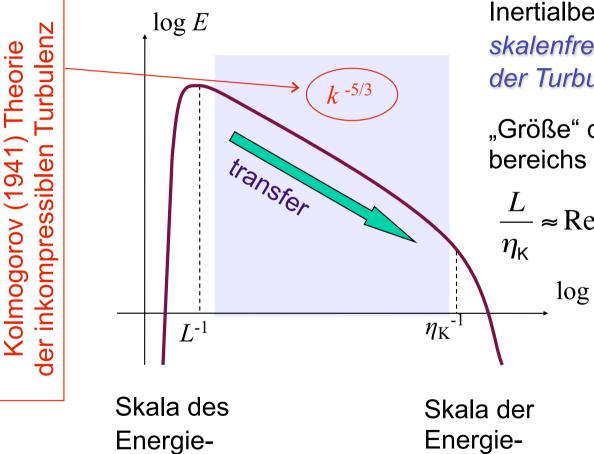


Eigenschaften der Turbulenz

- Für uns wichtig: ISM-Turbulenz ist Überschallturbulenz
 - --> Kompressibilität ist wichtig.
 - --> Große Dichtekontraste



Turbulente Kaskade



eintrages

Inertialbereich:

skalenfreies Verhalten der Turbulenz

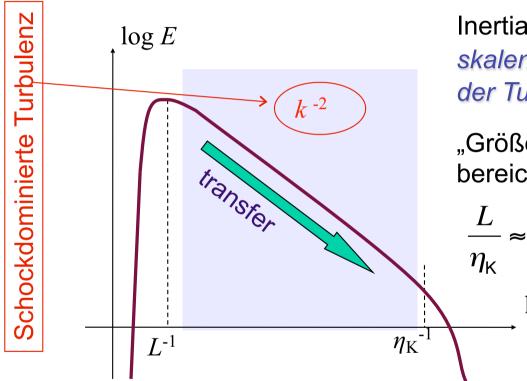
"Größe" des Intertial-

$$\frac{L}{\eta_{\mathsf{K}}} \approx \mathrm{Re}^{3/4}$$

$$\downarrow \qquad \qquad \log k$$

Energiedissipation

Turbulente Kaskade



Inertialbereich:

skalenfreies Verhalten der Turbulenz

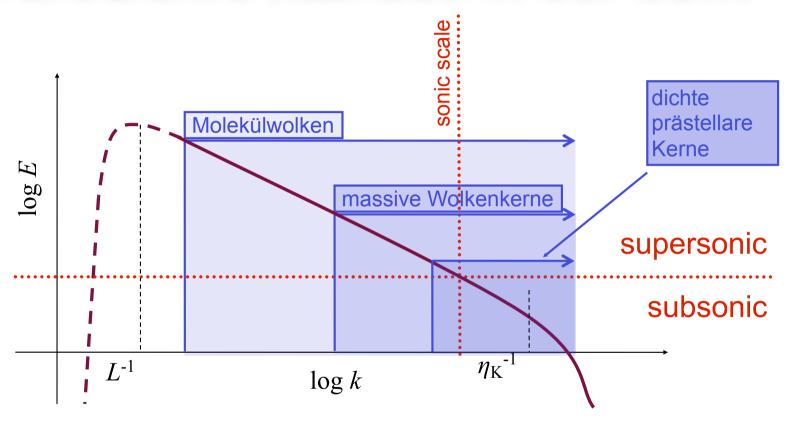
"Größe" des Intertialbereichs

$$\frac{L}{\eta_{\mathsf{K}}} \approx \mathrm{Re}^{3/4}$$

$$\longrightarrow \frac{\log k}{1}$$

Skala des Energieeintrages Skala der Energiedissipation

Turbulente Kaskade in der ISM

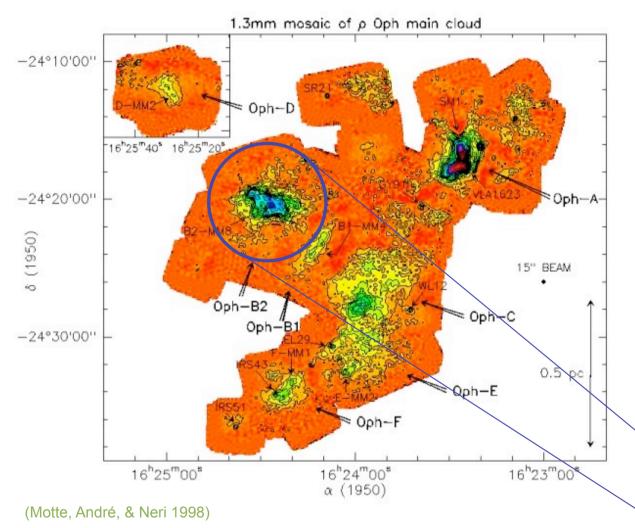


Energiequelle & -skala ist UNBEKANNT (Supernovae, Winde, Dichtewellen?)

 $\sigma_{rms} \ll 1 \text{ km/s}$ $M_{rms} \leq 1$ $L \approx 0.1 \text{ pc}$

Dissipationsskala auch unbekannt (ambipolare Diffusion, molekulare Diffusion?)

Dichtestruktur von MW

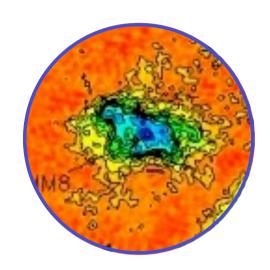


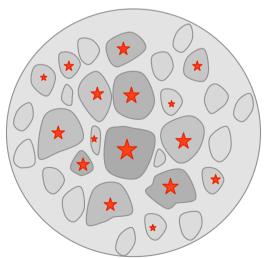
Molekülwolken sind hochgradig inhomogen.

Sterne bilden sich in den dichtesten und kältesten Teilen der Wolke.

ρ-Ophiuchus in Staubemission

genauere Betrachtung





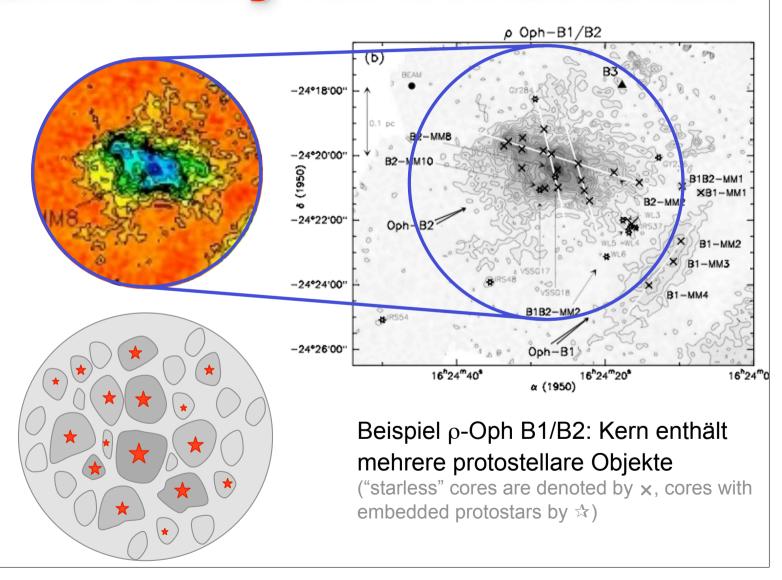
FRAGE:
 Bildet sich ein einzelner massereicher
 Stern, oder ein Sternhaufen mit masse-

- Turbulente Kaskade "geht durch" Wolkenkern
 - --> KEINE Skalenseparation möglich
 - --> KEINE effektive Schallgeschwindigkeit
- Turbulenz ist überschallschnell!
 - --> Erzeugt große Dichtekontraste:

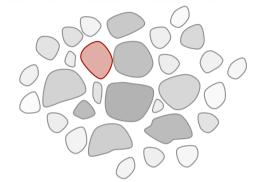
$$\delta \rho / \rho \approx M^2$$

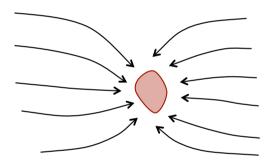
armen Sternen?

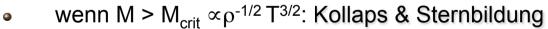
- --> mit typischerweise $M \approx 10$ --> $\delta \rho / \rho \approx 100!$
- Viele schock-induzierte Dichtefluktuationen sind gravitativ instabil und kollabieren.
- --> Vorhersage: Kern fragmentiert und bildet Sternhaufen.



 Protostellare Wolkenkerne bilden sich an Stagnationspunkten in konvergenten turbulenten Strömungen









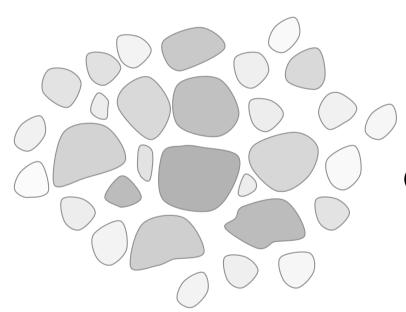
• wenn M < $M_{crit} \propto \rho^{-1/2} \, T^{3/2}$: Reexpansion nach dem Ende der externen Kompression



(e.g. Vazquez-Semadeni et al 2005)

• typische Zeitskalen: t ≈ 10⁴ ... 10⁵ Jahre

Was passiert bei mehreren Zw (wechselwirkenden) Kernen? (1)



Zwei Extremfälle:

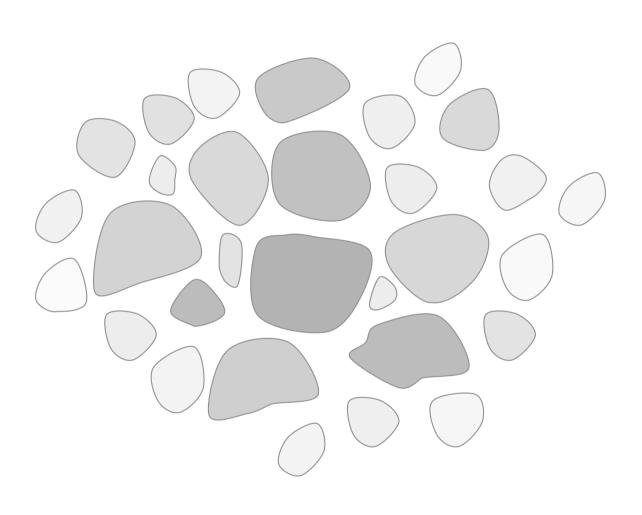
(1) Turbulenz dominiert Energiebudget:

$$\alpha = E_{kin}/|E_{pot}| > 1$$

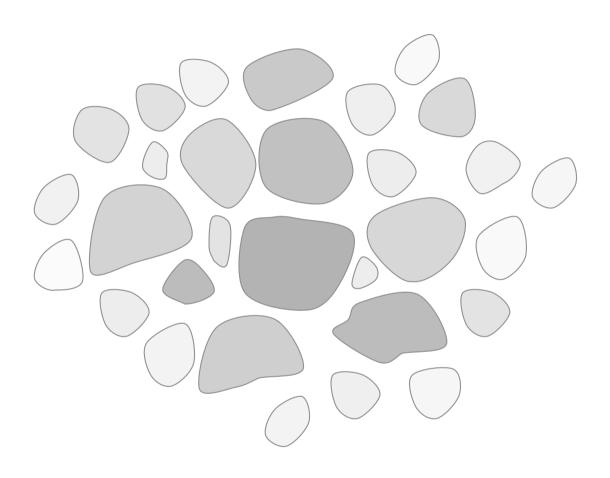
- --> keine Wechselwirkung der Kerne untereinander
- --> Stellarer Massenzuwachs bestimmt durch isolierten Kollaps
- --> loser Haufen massearmer Sterne
- (2) Turbulenz zerfällt, dh. Gravitation

dominiert:
$$\alpha = E_{kin}/|E_{pot}| < 1$$

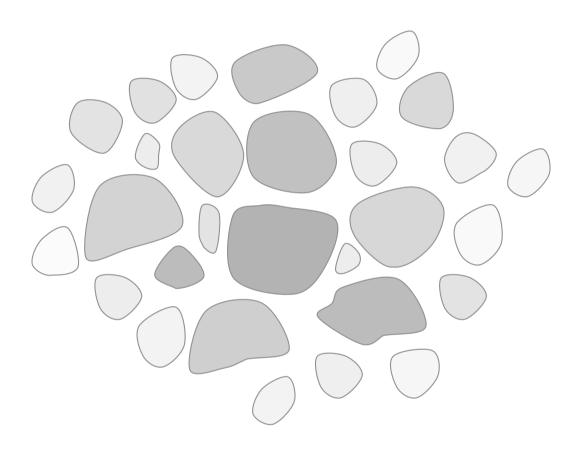
- --> globale Kontraktion
- --> Kerne *wechselwirken* während sie kollabieren
- --> Kompetitives Wachstum
- --> dichter Haufen, enthält massereiche Sterne



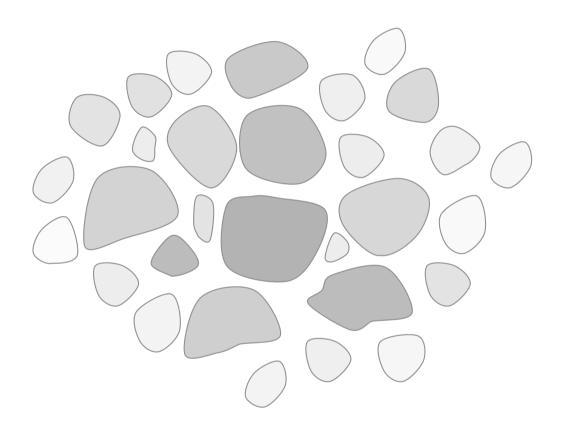
Turbulenz erzeugt Hierarchie von Klumpen



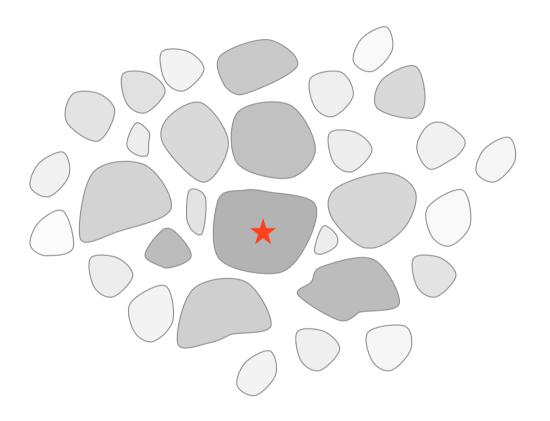
Turbulenz dissipiert, Kontraktion setzt ein



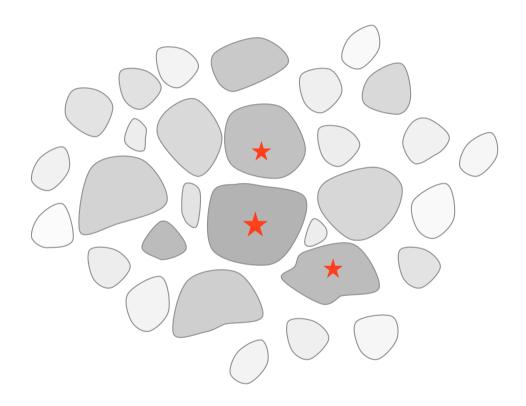
Turbulenz dissipiert, Kontraktion setzt ein



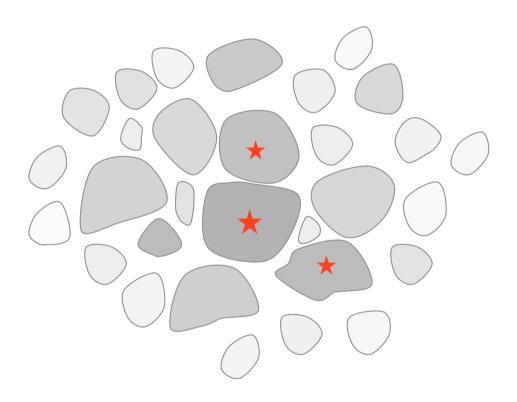
während Region kontrahiert können einzelne Klumpen kollabieren und Sterne bilden



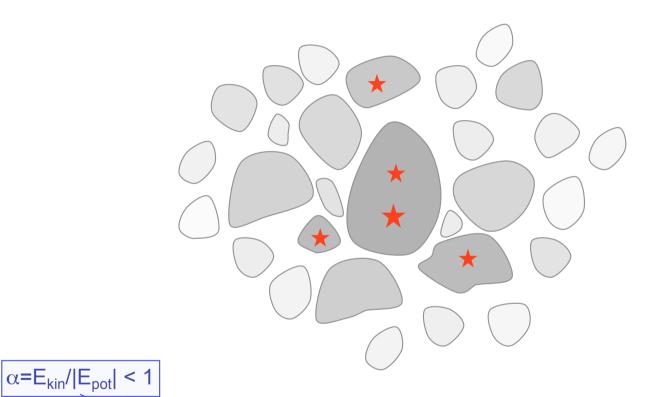
während Region kontrahiert können einzelne Klumpen kollabieren und Sterne bilden



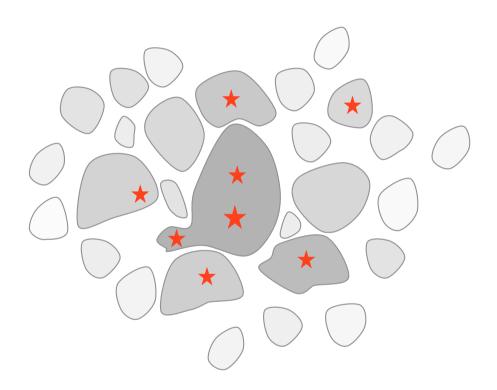
einzelne Klumpen kollabieren und bilden Sterne



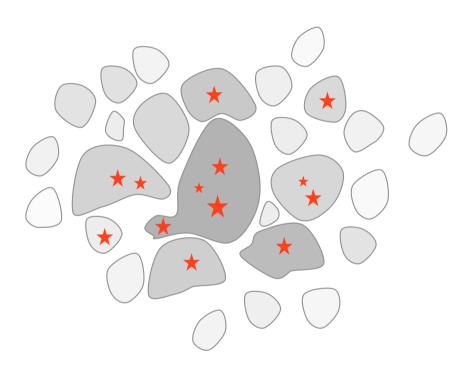
einzelne Klumpen kollabieren und bilden Sterne



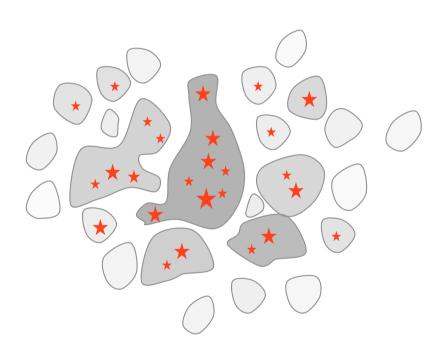
Im dichten Haufen können Klumpen verschmelzen während sie kollabieren --> sie enthalten nun mehrere Protosterne



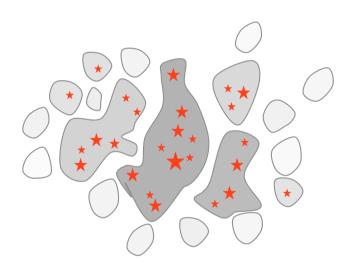
Im dichten Haufen können Klumpen verschmelzen während sie kollabieren --> sie enthalten nun mehrere Protosterne



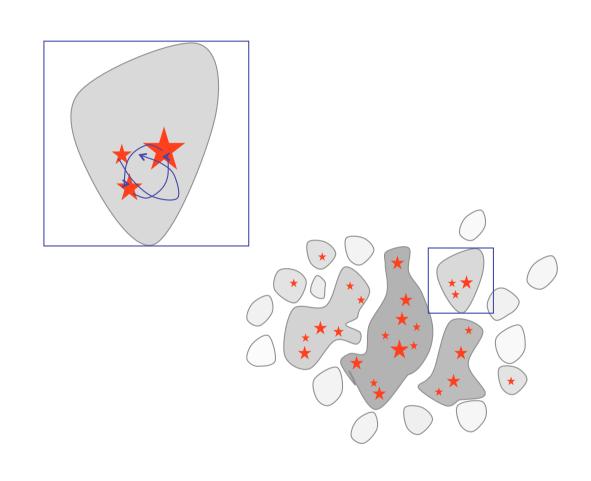
Im dichten Haufen können Klumpen verschmelzen während sie kollabieren --> sie enthalten nun mehrere Protosterne



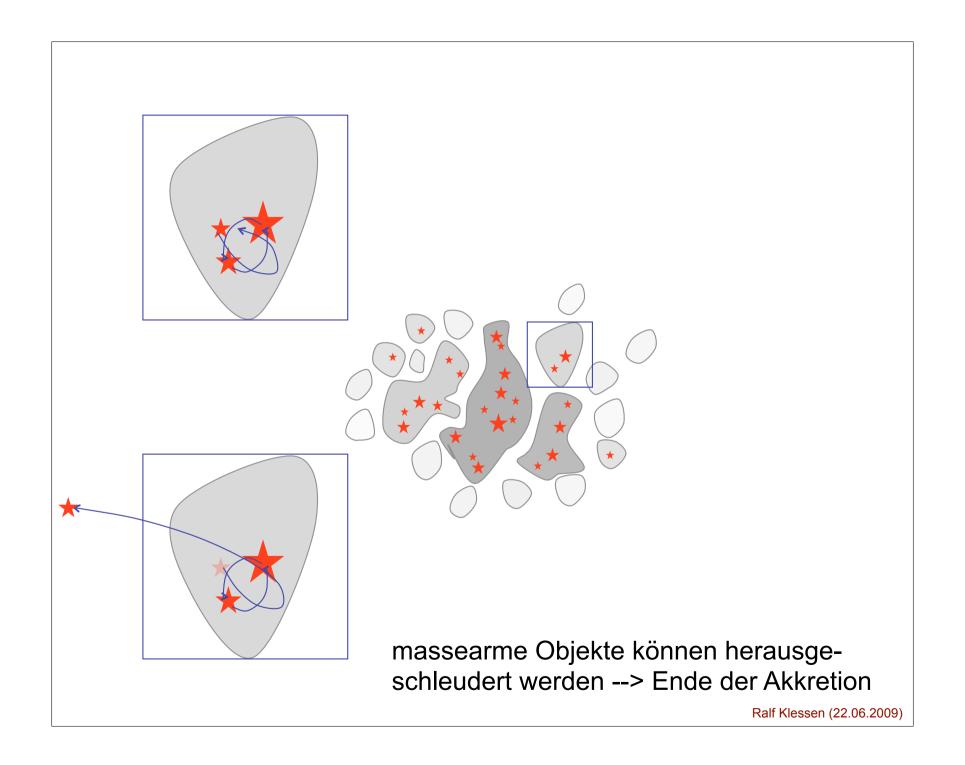
Im dichten Haufen wird kompetitives Wachstum wichtig

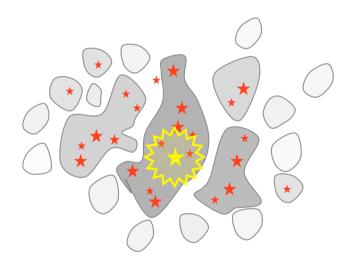


Im dichten Haufen wird kompetitives Wachstum wichtig

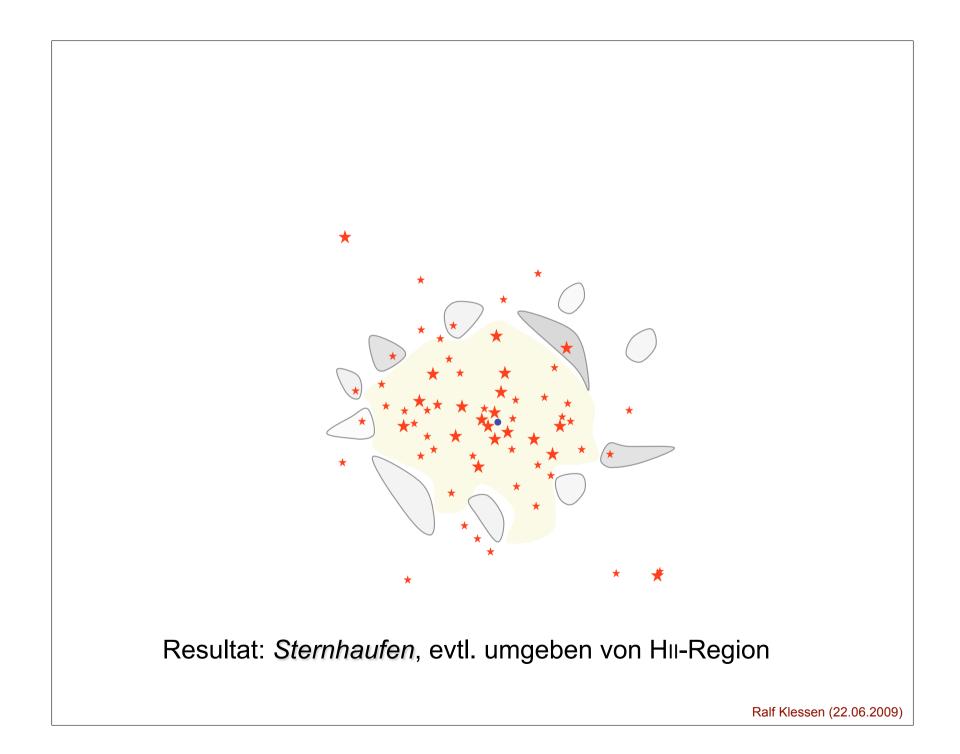


Im *dichten Haufen* beeinflussen stellardynamische Prozesse das Wachstum





Feedback beendet die Sternbildung





Trapezhaufen (Detail)

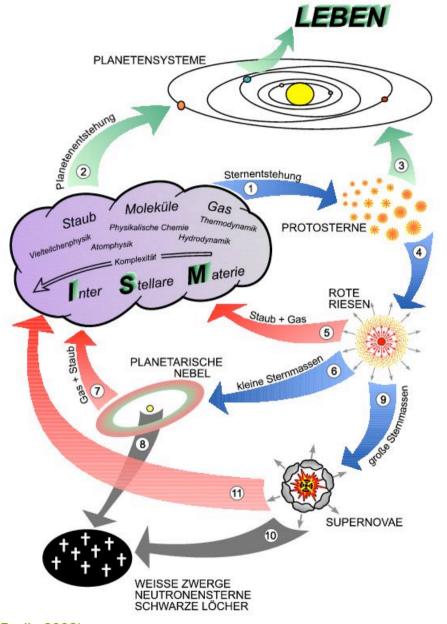
(Mehrfarbenaufnahme in J,H,K: McCaughrean, VLT, Paranal, Chile)



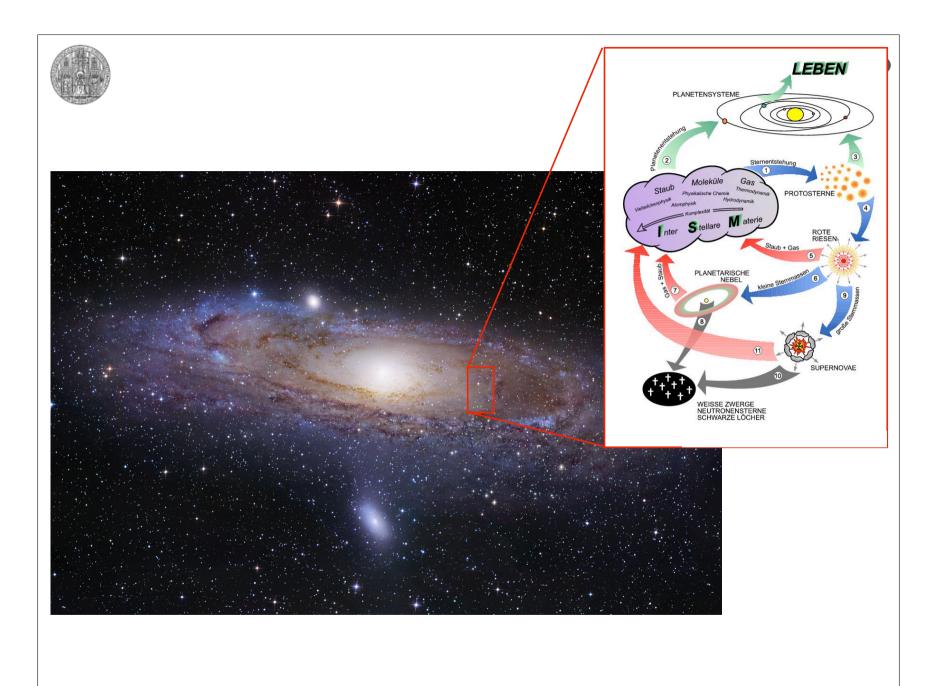




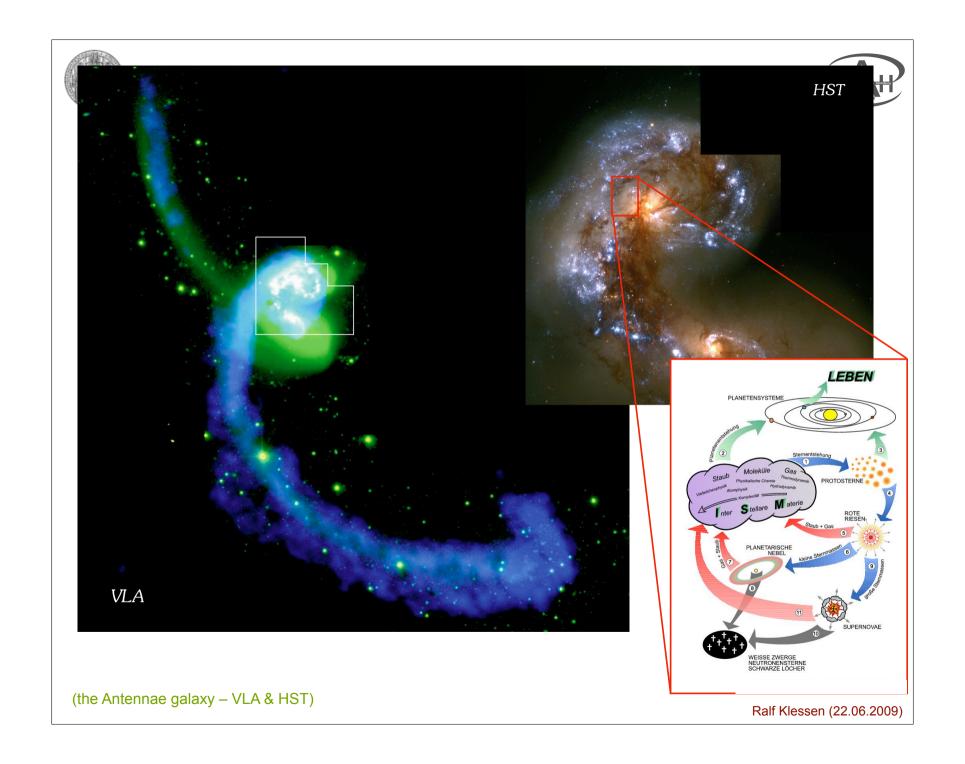




(from AG meeting in Berlin 2002)

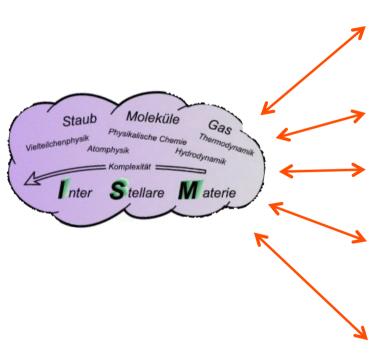


(Andromeda galaxy – Bob Gendler)









magneto-hydrodynamics

(multi-phase, non-ideal MHD, turbulence)

chemistry (gas + dust, heating + cooling)

radiation (continuum + lines)

stellar dynamics

(collisional: star clusters, collisionless: galaxies, DM)

stellar evolution

(feedback: radiation, winds, SN)

+ laboratory work

(reaction rates, cross sections, dust coagulation properties, etc.)





- massive parallel codes
- particle-based: SPH with improved algorithms (XSPH with turb. subgrid model, GPM, particle splitting, MHD-SPH?)
- grid-based: AMR (FLASH, ENZO, RAMSES, Nirvana3, etc), subgrid-scale models (FEARLESS)
- BGK methods

magneto-hydrodynamics

(multi-phase, non-ideal MHD, turbulence)

chemistry (gas + dust, heating + cooling)

radiation (continuum + lines)

stellar dynamics

(collisional: star clusters, collisionless: galaxies, DM)

stellar evolution

(feedback: radiation, winds, SN)

+ laboratory work

(reaction rates, cross sections, dust coagulation properties, etc.)





magneto-hydrodynamics

(multi-phase, non-ideal MHD, turbulence)

- ever increasing chemical networks
- working reduced networks for time-dependent chemistry in combination with hydrodynamics
- improved data on reaction rates (laboratory + quantum mechanical calculations)

chemistry (gas + dust, heating + cooling)

radiation (continuum + lines)

stellar dynamics

(collisional: star clusters, collisionless: galaxies, DM)

stellar evolution

(feedback: radiation, winds, SN)

+ laboratory work

(reaction rates, cross sections, dust coagulation properties, etc.)



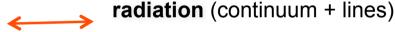


magneto-hydrodynamics

(multi-phase, non-ideal MHD, turbulence)

chemistry (gas + dust, heating + cooling)

- continuum vs. lines
- Monte Carlo, characteristics
- approximative methods
- combine with hydro



stellar dynamics

(collisional: star clusters, collisionless: galaxies, DM)

stellar evolution

(feedback: radiation, winds, SN)

+ laboratory work

(reaction rates, cross sections, dust coagulation properties, etc.)





magneto-hydrodynamics

(multi-phase, non-ideal MHD, turbulence)

chemistry (gas + dust, heating + cooling)

radiation (continuum + lines)

- statistics: number of stars (collisional: 10⁶, collisionless: 10¹⁰)
- transition from gas to stars
- binary orbits
- long-term integration



stellar dynamics

(collisional: star clusters, collisionless: galaxies, DM)

stellar evolution

(feedback: radiation, winds, SN)

+ laboratory work

(reaction rates, cross sections, dust coagulation properties, etc.)





magneto-hydrodynamics

(multi-phase, non-ideal MHD, turbulence)

chemistry (gas + dust, heating + cooling)

radiation (continuum + lines)

stellar dynamics

(collisional: star clusters, collisionless: galaxies, DM)

stellar evolution

(feedback: radiation, winds, SN)

laboratory work

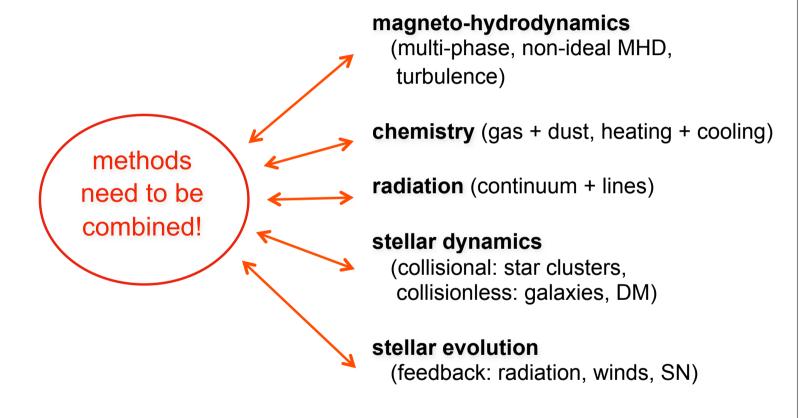
(reaction rates, cross sections, dust coagulation properties, etc.)

- very early phases (pre main sequence tracks)
- massive stars at late phases
- role of rotation
- primordial star formation









+ laboratory work

(reaction rates, cross sections, dust coagulation properties, etc.)









Goal

 We want to understand the formation of star clusters in turbulent interstellar gas clouds.

--> We want to describe the transition from a hydrodynamic system (the self-gravitating gas cloud) to one that is dominated by (collisional) stellar dynamics (the final star cluster).

• How can we do that?





Numerical approach I

- Problem of star formation is very complex. It involves many scales (10⁷ in length, and 10²⁰ in density) and many physical processes -> NO analytic solution
 - → NUMERICAL APPROACH
- BUT, we need to...
 - solve the MHD equations in 3 dimensions
 - solve Poisson's equation (self-gravity)
 - follow the full turbulent cascade (in the ISM + in stellar interior)
 - follow chemical evolution (time-dependent chemical network)
 - include heating / cooling processes (internal degrees of freedom)
 - treat radiation transfer



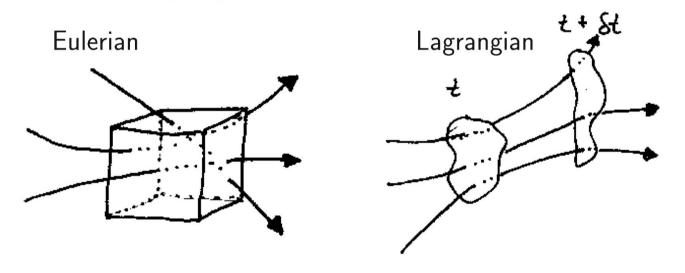


Numerical approach |

- Simplify!
 Divide problem into little bits and pieces....
- GRAVOTURBULENT CLOUD FRAGMENTATION
- We try to...
 - solve the HD equations in 3 dimensions
 - solve Poisson's equation (self-gravity)
 - include a (humble) approach to supersonic turbulence
 - include simple chemical network & tabulated cooling functions
 - follow collapse: include "sink particles"
 (this will "handle" our subgrid-scale physics)

the equations of hydrodynamics

- hydrodynamics
 book keeping problem
 One must keep track of the 'change' of a fluid element due to
 various physical processes acting on it. How do its 'properties'
 evolve under the influence of compression, heat sources, cooling,
 etc.?
- Eulerian vs. Lagrangian point of view



consider spatially fixed volume element

following motion of fluid element





equations of hydrodynamics

$$\frac{d\rho}{dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{v} \cdot \vec{\nabla} \rho = -\rho \vec{\nabla} \cdot \vec{v} \qquad \text{(continuity equation)}$$

$$\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \vec{\nabla})\vec{v} = -\frac{1}{\rho} \vec{\nabla} p - \vec{\nabla} \phi + \eta \vec{\nabla}^2 \vec{v} + \left(\zeta + \frac{\eta}{3}\right) \vec{\nabla} (\vec{\nabla} \cdot \vec{v})$$

(Navier-Stokes equation)

$$\frac{d\epsilon}{dt} = \frac{\partial \epsilon}{\partial t} + \vec{v} \cdot \vec{\nabla} \epsilon = T \frac{ds}{dt} - \frac{p}{\rho} \vec{\nabla} \cdot \vec{v} \qquad \text{(energy equation)}$$

$$\vec{\nabla}^2 \phi = 4\pi G \rho$$
 (Poisson's equation)

$$p = \mathcal{R}\rho T \qquad \qquad \text{(equation of state)}$$





equations of hydrodynamics

$$\frac{d\rho}{dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{v} \cdot \vec{\nabla} \rho = -\rho \vec{\nabla} \cdot \vec{v} \qquad \qquad \text{(continuity equation)}$$

$$\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + (\vec{v} \cdot \vec{\nabla}) \vec{v} = -\frac{1}{\rho} \, \vec{\nabla} p - \vec{\nabla} \phi \qquad \text{often replaced by artificial / numerical viscosity}$$

(Navier-Stokes equation)

$$\frac{d\epsilon}{dt} = \frac{\partial \epsilon}{\partial t} + \vec{v} \cdot \vec{\nabla} \epsilon = T \frac{ds}{dt} - \frac{p}{\rho} \vec{\nabla} \cdot \vec{v}$$
 (energy equation)

$$\vec{\nabla}^2 \phi = 4\pi G \rho$$
 (Poisson's equation)

$$p = \mathcal{R}\rho T \qquad \qquad \text{(equation of state)}$$





$$ec{F}_B = -ec{
abla} rac{ec{B}^2}{8\pi} + rac{1}{4\pi} (ec{B} \cdot ec{
abla}) ec{B} \quad ext{(magnetic force)}$$

$$rac{\partial ec{B}}{\partial t} = ec{
abla} imes (ec{v} imes ec{B}) \quad ext{(Lorentz equation)}$$

$$rac{\partial ec{B}}{\partial t} = ec{
abla} imes (ec{v} imes ec{B})$$
 (Lorentz equation)

 $\rho = \text{density}, \ \vec{v} = \text{velocity}, \ p = \text{pressure}, \ \phi = \text{gravitational poten-}$ tial, ζ and η viscosity coefficients, $\epsilon = \rho \vec{v}^2/2 = \text{kinetic energy}$ density, T= temperature, s= entropy, $\mathcal{R}=$ gas constant, $\vec{B}=$ magnetic field (cgs units)





- closure equation equation of state
 - \rightarrow general form of equation of state $p = p(T, \rho, ...)$
 - \rightarrow ideal gas: $p = \mathcal{R} \rho T$
 - ightharpoonup special case isothermal gas: $p=c_{
 m s}^2T$ (as ${\cal R}T=c_{
 m s}^2$)

Note:

- in reality, computing the EOS is VERY complex!
- depends on detailed balance between heating and cooling
- these depend on chemical composition (which atomic and molecular species, dust)
- and on the ability to radiate away "cooling lines" and black body radiation
 - --> problem of *radiation transfer* (see, e.g., IPAM III)



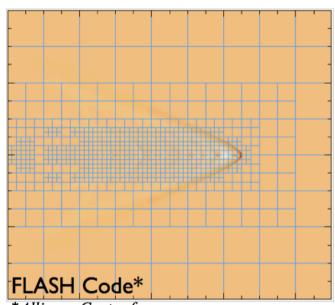
two approaches to hydrodynamics

- Eulerian schemes
 - classical grid-based approach
 - cartesian grid with adaptive mesh refinement (AMR)
 - many codes: FLASH, RAMSES, ENZO, Pluto
- Lagrangian schemes
 - particle-based approach: smoothed particle hydrodynamics (SPH)
 - some codes: GADGET, Gasoline, Exeter code





Beispiel: Jets mit FLASH



*Alliance Center for Astrophysical Thermonuclear Flashes (ASC), University of Chicago

- Impulseintrag von der linken Seite des Simulationsgebieten
- Variiere Jet-Geschwindigkeit, Einflussdauer, Magnetfeldstärke, Zustandsgleichung, usw.

SUMMARY OF THE PARAMETERS OF THE SIMULATIONS

Run	Dim.	Mach	Duration	δ	Clump?	MHD?
M5c	2D	5	∞	1	No	No
M5t (g1.4)	2D	5	1.3	1	No	No
M10c	2D	10	∞	1	No	No
M20tCl	2D	20	0.6	1	Yes, $\delta_{cl} = 10$	No
M5t3D	3D	5	1.3	1	No	No
M10tOd3D	3D	10	1.3	10	No	No
M10tMpl13D	3D	10	1.3	1	No	Yes, parallel field
M10tMpe3D	3D	10	1.3	1	No	Yes, perpendicular fie

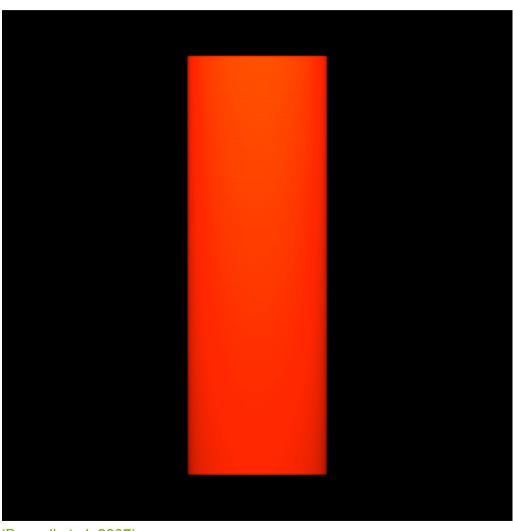
Banerjee, Klessen, Fendt (2008)

Modell der Orion Wolke

Simples Modell der Molkülwolke im Orion:

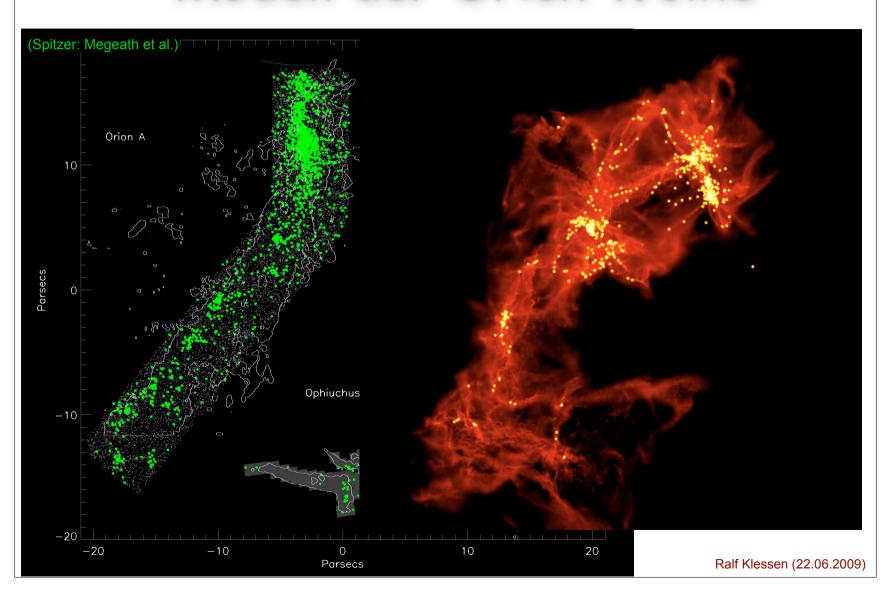
15.000.000 SPH Teilchen, 10⁴ M_{sun} in 10 pc, Massenauflösung 0,02 M_{sun}, isotherme Zustandsgleichung, oberer Teil gebunden, unterer ungebunden

- Bildet ~2.500 "Sterne" (sink particles)
- Sterbildung in Haufen aber auch eher isoliert (beide Modi der Sternentstehung)
- Effizienz variiert zwischen 1% und 20%



(Bonnell et al. 2007)

Modell der Orion Wolke





Was können wir lernen?

- Globale Eigenschaften (statistische Betrachtung)
 - Sternentstehungseffizienz & Zeitskalen
 - Stellare Massenfunktion (IMF)
 - Dynamik junger Sternhaufen
 - Statistische Beschreibung von Überschallturbulenz (PDF's, Δ-Var.)
 - Mischungseigenschaften von Überschallturbulenz (wichtig für die chemische Entwicklung der Milchstraße)
- Lokale Eigenschaften (Studium von Einzelobjekten)
 - Eigenschaften protostellarer Gasklumpen (z.B. Form, radiales Dichteprofil, Geschwindigkeitsfeld)
 - Akkretionsgeschichte einzelner Protosterne (dM/dt vs. t, j vs. t)
 - Doppelsterne (Exzentrizitäten, Massenverhältnisse, usw.)
 - SED's von Protosternen, PMS Entwicklungsreihen







Zwei Anwendungen

- Statistische Eigenschaften der interstellaren Turbulenz
- Stellare Massenfunktion



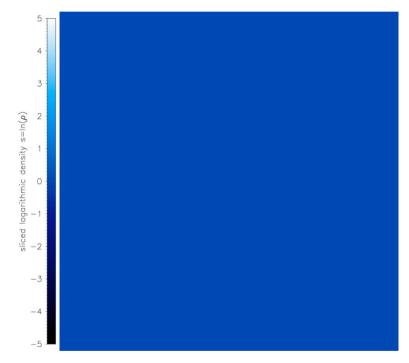
compressive vs. rotational driving

- statistical characteristics of turbulence depend strongly on "type" of driving
- example: dilatational vs. solenoidal driving
- question: what drives ISM turbulence on different scales?

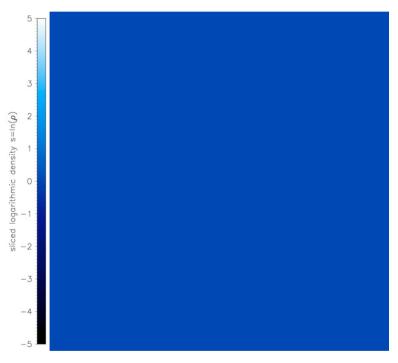




density as function of time / cut through 10243 cube simulation (FLASH)



compressive larger structures, higher ρ-contrast

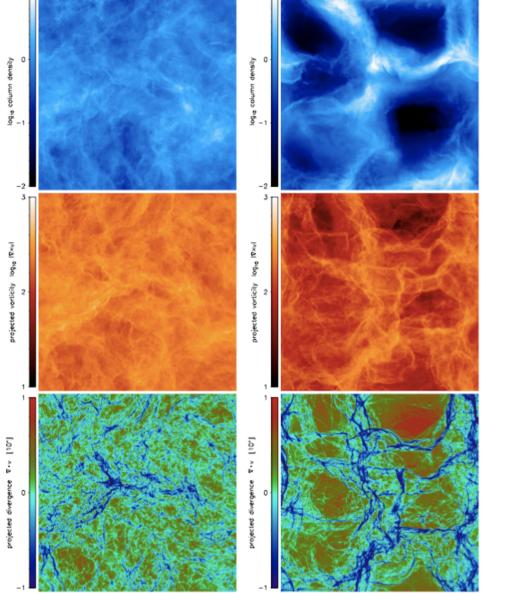


rotational smaller structures, small ρ-pdf

Federrath, Klessen, Schmidt (2008a,b)







column density

projected vorticity

projected divergence

Fig. 1. Maps showing density, vorticity and divergence in projection along the z-axis at time t = 2T as an example for the regime of statistically fully developed compressible turbulence for solenoidal forcing (left) and compressive forcing (right). Top panels: Column density fields in units of the mean column density. Both maps show three orders of magnitude in column density with the same scaling and magnitudes for direct comparison. Middle panels: Projections of the modulus of the vorticity $|\nabla \times \nu|$. Regions of intense vorticity appear to be elongated filamentary structures often coinciding with positions of intersecting shocks. Bottom panels: Projections of the divergence of the velocity field $\nabla \cdot \nu$ showing the positions of shocks. Negative divergence corresponds to compression, while positive divergence corresponds to rarefaction.





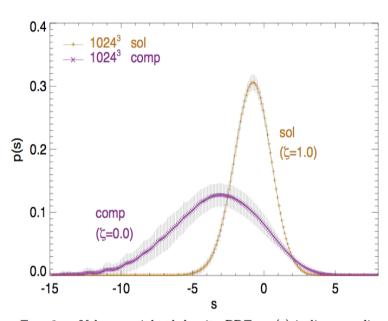


FIG. 2.— Volume-weighted density PDFs $p_s(s)$ in linear scaling where $s=\ln(\rho/\rho_0)$. The PDF obtained by compressive forcing (comp, $\zeta=0.0$) is much broader compared to the solenoidal one (sol, $\zeta=1.0$) at the same rms Mach number. The peak is shifted due to mass conservation (Vázquez-Semadeni 1994). Gray error bars indicate 1-sigma temporal fluctuations of the PDF. A sample of $\sim 10^{11}$ datapoints contribute to each PDF.

- density pdf depends on "dimensionality" of driving
 - relation between width of pdf and Mach number

$$\sigma_{\rho}/\rho_0 = b\mathcal{M}$$

with b depending on ζ via

$$b = 1 + \left[\frac{1}{D} - 1\right] \zeta = \begin{cases} 1 - \frac{2}{3}\zeta & \text{, for } D = 3\\ 1 - \frac{1}{2}\zeta & \text{, for } D = 2\\ 1 & \text{, for } D = 1 \end{cases}$$

 with ζ being the ratio of dilatational vs. solenoidal modes:

$$\mathcal{P}_{ij}^{\zeta} = \zeta \mathcal{P}_{ij}^{\perp} + (1 - \zeta)\mathcal{P}_{ij}^{\parallel} = \zeta \delta_{ij} + (1 - 2\zeta) \frac{k_i k_j}{|k|^2}$$





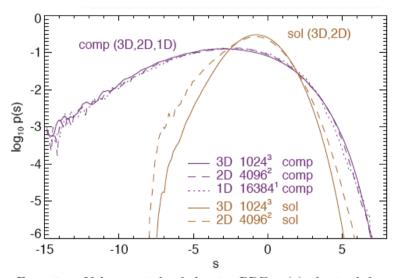


FIG. 3.— Volume-weighted density PDFs p(s) obtained from 3D, 2D and 1D simulations with compressive forcing and from 3D and 2D simulations using solenoidal forcing. Note that in 1D, only compressive forcing is possible as in the study by Passot & Vázquez-Semadeni (1998). As suggested by eq. (5), compressive forcing yields almost identical density PDFs in 1D, 2D and 3D with $b \sim 1$, whereas solenoidal forcing leads to a density PDF with $b \sim 1/2$ in 2D and with $b \sim 1/3$ in 3D.

- density pdf depends on "dimensionality" of driving
 - relation between width of pdf and Mach number

$$\sigma_{\rho}/\rho_0 = b\mathcal{M}$$

with b depending on ζ via

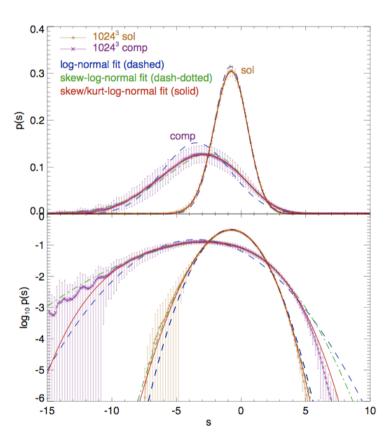
$$b = 1 + \left[\frac{1}{D} - 1\right] \zeta = \begin{cases} 1 - \frac{2}{3}\zeta & \text{, for } D = 3\\ 1 - \frac{1}{2}\zeta & \text{, for } D = 2\\ 1 & \text{, for } D = 1 \end{cases}$$

 with ζ being the ratio of dilatational vs. solenoidal modes:

$$\mathcal{P}_{ij}^{\zeta} = \zeta \mathcal{P}_{ij}^{\perp} + (1 - \zeta)\mathcal{P}_{ij}^{\parallel} = \zeta \delta_{ij} + (1 - 2\zeta) \frac{k_i k_j}{|k|^2}$$







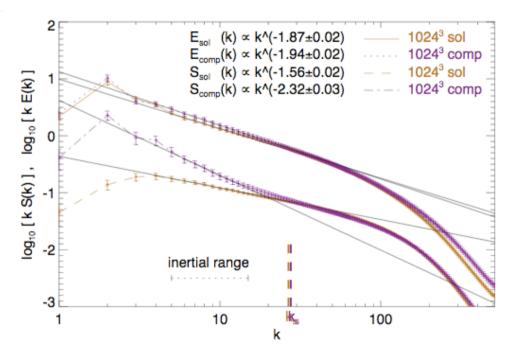
good fit needs 3rd and 4th moment of distribution!

- density pdf depends on "dimensionality" of driving
 - → is that a problem for the Krumholz & McKee model of the SF efficiency?
- density pdf of compressive driving is NOT log-normal
 - → is that a problem for the Padoan & Nordlund IMF model?
- most "physical" sources should be compressive (convergent flows from spiral shocks or SN)

Federrath, Klessen, Schmidt (2008b)





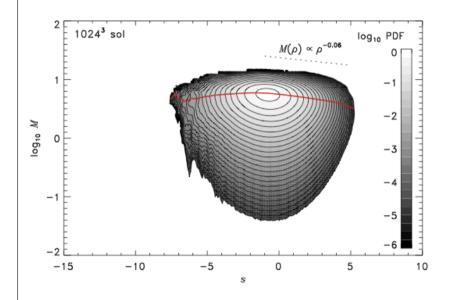


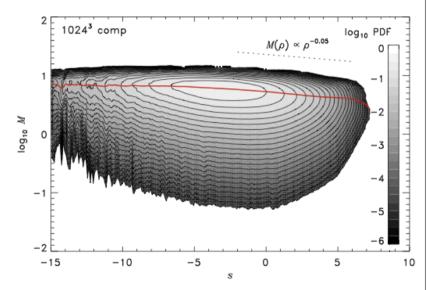
compensated density spectrum kS(k) shows clear break at sonic scale. below that shock compression no longer is important in shaping the power spectrum ...

- density power spectrum differs between dilatational and solenoidal driving!
 - dilatational driving leads to break at sonic scale!
- can we use that to determine driving sources from observations?









there is a weak *log density – log Mach number* relation ...

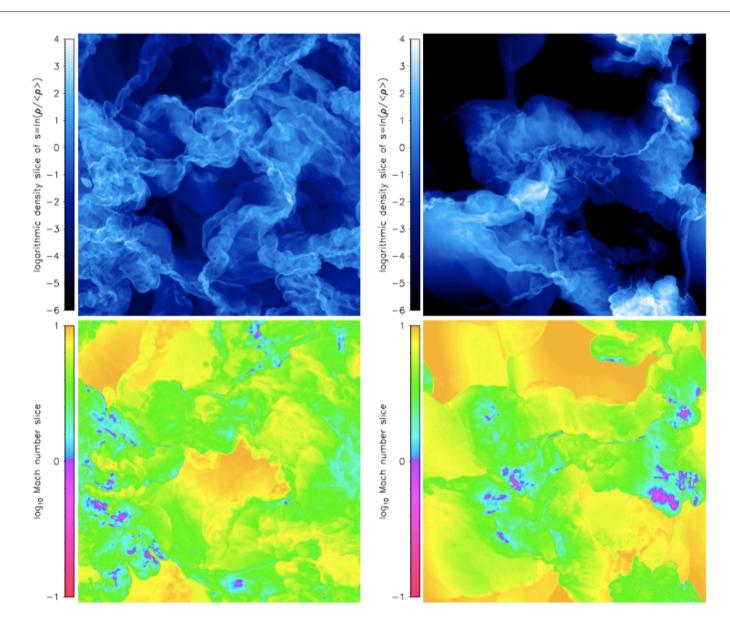


Fig. 14. z-slices through the local density (top panels) and Mach number fields (bottom panels) at z = 0 and t = 2T for solenoidal forcing (left), and compressive forcing (right). Regions with subsonic velocity dispersions (Mach < 1) are distinguished from regions with supersonic velocity dispersions (Mach > 1) in the colour scheme used. The correlation between density and Mach number is quite weak. However, as shown in Fig. 4, high-density regions exhibit smaller Mach numbers on average.





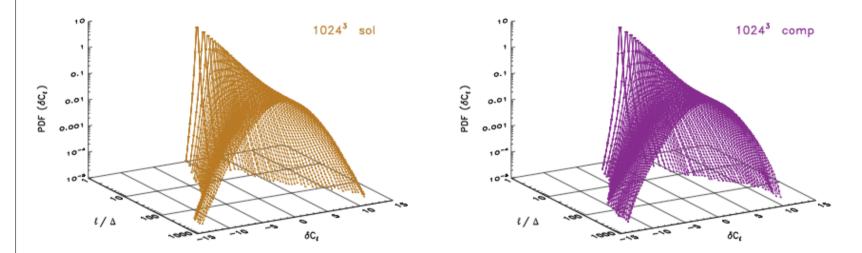
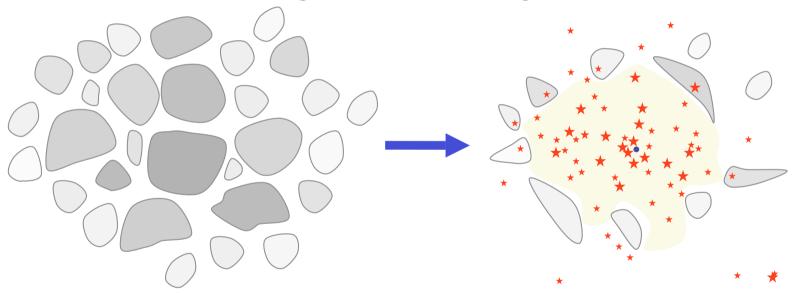


Fig. 7. PDFs of centroid velocity increments computed using equations (18) and (19) are shown as a function of the lag ℓ in units of grid cells $\Delta = L/1024$ for solenoidal forcing (*left*) and compressive forcing (*right*). The PDFs are very close to Gaussian distributions for large lags ℓ , whereas for small lags, they develop exponential tails, which is a manifestation of intermittency (e.g., Hily-Blant et al. 2008).

Bildung von Sternhaufen & IMF

Die meisten Sterne entstehen in Haufen

→ Sternentstehung = Haufenbildung

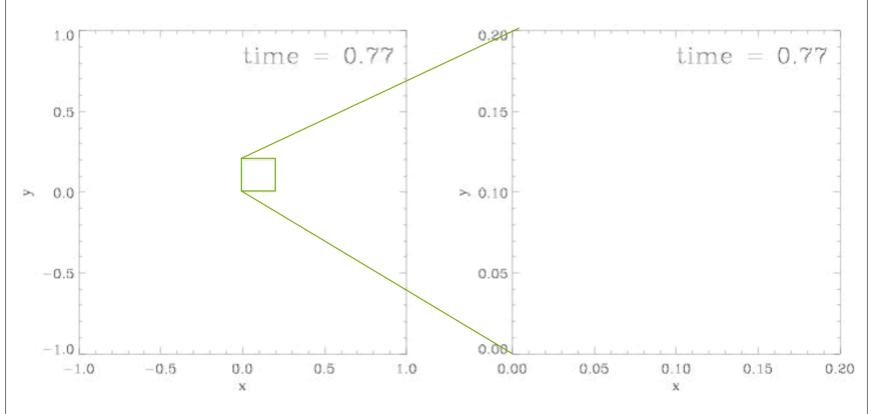


Wie macht man aus Gasklumpen Sterne? Was bestimmt die Endmasse?

(z.B. Larson 2003, Prog. Rep. Phys.; Mac Low & Klessen, 2004, Rev. Mod. Phys; McKee & Ostriker 2007)

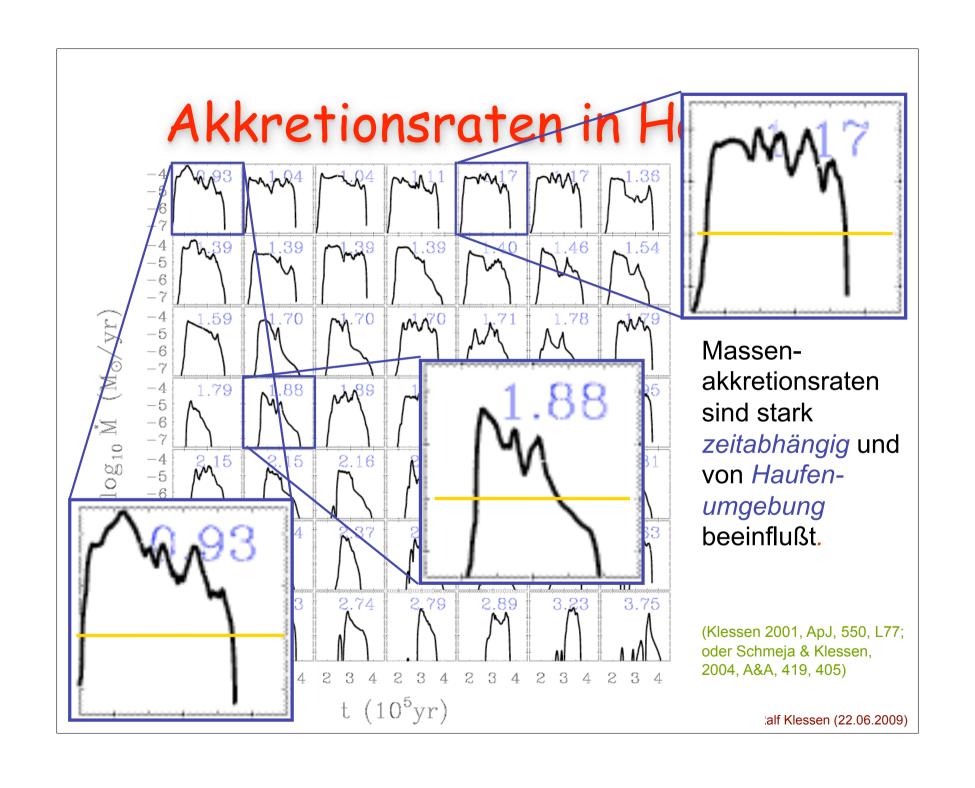
Bildung von Sternhaufen

Fast alle Sterne bilden sich in Haufen - dynamische Prozesse wichtig



Trajektorien junger Protosterne im sich bildenden Haufen.

(from Klessen & Burkert 2000, ApJS, 128, 287)



Abhängigkeit von Zustandsgl.

Zustandsgleichung bestimmt Stärke der Fragmentation!

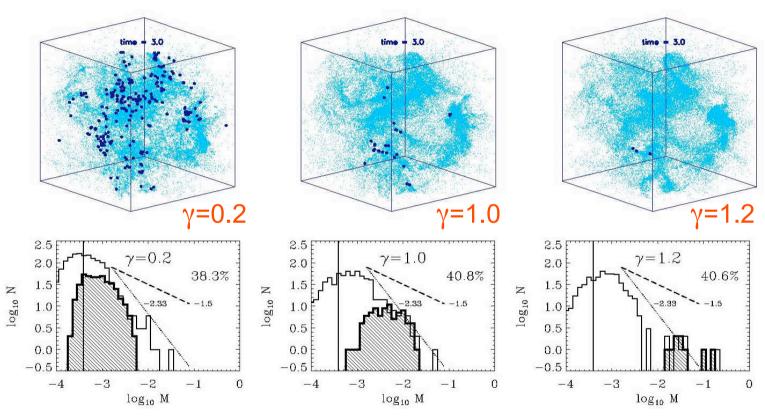
polytrope ZG: p ∝ργ

γ<1: dichter Haufen von massearmen Sternen

y>1: isolierte massereiche Sterne

(see Li, Klessen, & Mac Low 2003, ApJ, 592, 975; also Kawachi & Hanawa 1998, Larson 2003)

Abhängigkeit von ZG



für γ<1 verstärkte Fragmentation → *Haufen massearmer Sterne* für γ>1 Fragmentation unterdrückt → Bildung *isolierter massereicher Sterne*

(from Li, Klessen, & Mac Low 2003, ApJ, 592, 975)

Wie funktioniert das?

(1)
$$\mathbf{p} \propto \rho^{\gamma} \rightarrow \rho \propto \mathbf{p}^{1/\gamma}$$

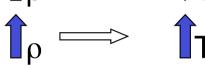
- (2) $M_{jeans} \propto \gamma^{3/2} \rho^{(3\gamma-4)/2}$
- - $\rightarrow \langle M_{jeans} \rangle$ becomes small
 - → number of fluctuations with M > M_{jeans} is large
- $\phi \gamma > 1$: \rightarrow small density excursion for given pressure
 - $\rightarrow \langle M_{\text{jeans}} \rangle$ is large
 - → only few and massive clumps exceed M_{jeans}

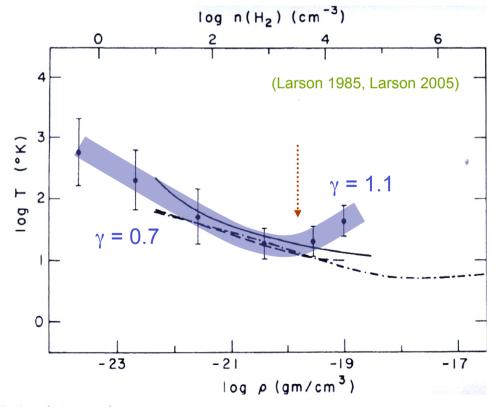
Zustandsgleichung in Sonnennähe

unterhalb 10^{-18} gcm⁻³: ρ

 $\mathbf{\hat{l}}_{
ho} \Longrightarrow \mathbf{l}_{\mathsf{T}}$

oberhalb 10^{-18} gcm⁻³: 1ρ





 $P \propto \rho^{\gamma}$

 $P \propto \rho T$

 $\rightarrow \gamma = 1 + dlnT/dln\rho$

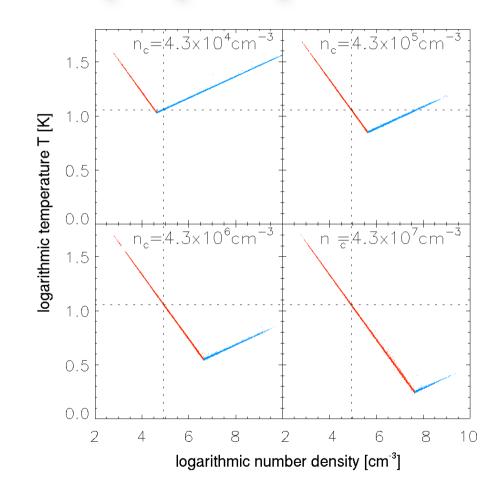
Schrittweise polytrope ZG

$$y_1 = 0.7$$

$$\gamma_2 = 1.1$$

$$T \sim \rho^{\gamma-1}$$

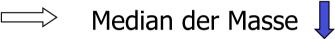
Simples numerisches Modell mit schrittweise polytroper Zustandsgleichung

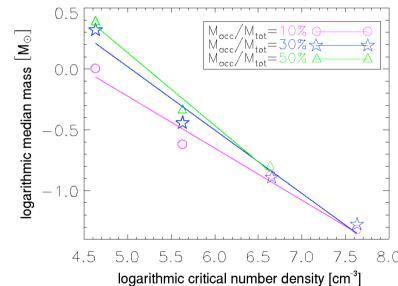


(Jappsen et al. 2005)

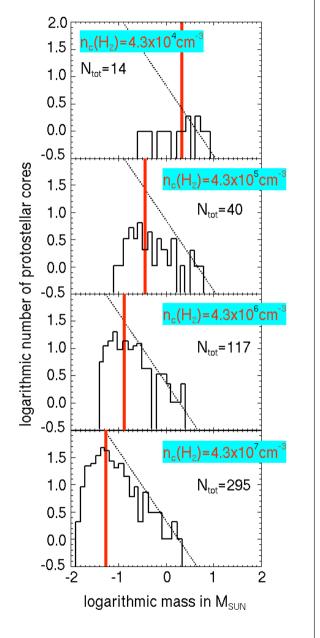
Stellare Massenfunktion (IMF)

kritische Dichte

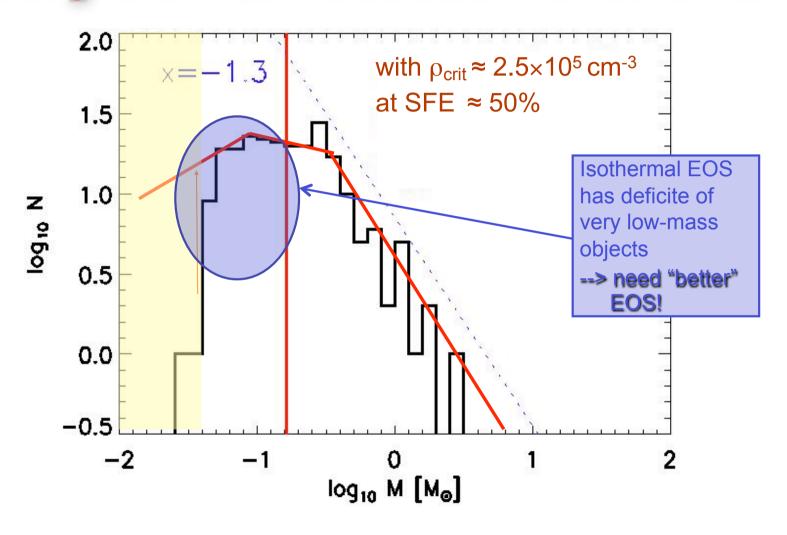




(Jappsen et al. 2005)

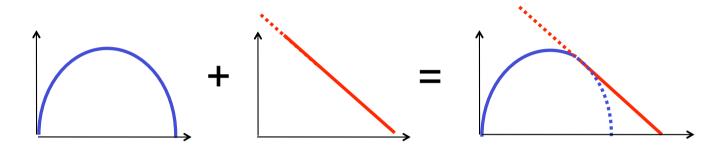


Vergleich mit beobachteter IMF



(Jappsen et al. 2005, A&A, 435, 611)

Plausibilitätsargument



- Überschallturbulenz ist skalenfreier Prozess
 - → Potenzgesetz
- Aber auch: Turbulenz und Fragmentation sind hochgradig stochastische Prozesse → zentraler Grenzwertsatz
 - → Gauß Verteilung



Sternentstehung

- Sterne entstehen in überschallturbulenten Molekülwolken.
- Interstellare Turbulenz zerfällt rasch \longrightarrow Energieeintrag, oder SE Zeitskala $\approx \tau_{\rm ff} \leftarrow$ BEIDES !!!
- Protosterne bilden sich durch gravoturbulent Fragmentation (lokaler Kollapse schockkomprimierten Gases, B-Felder modifizieren Effizienz des Prozesses nicht wesentlich)
- Fast alle Sterne bilden sich in Haufen. → Wechselwirkung in der Hauptakkretionsphase

- SE Zeitskala und räumliche Verteilung der Sterne bestimmt durch Eigenschaften der ISM Turbulenz (isolierte SE vs. SE in Haufen)
- Stellares Massenspektrum durch Umwelteinfluß bestimmt (keine Selbstregulierung). (auch massive Sterne können sich durch Kollapse bilden)

SE ist stochastischer Prozess!!!

Ausblick

- Komplettes Bild: Verbinde die (lokale) Sternentstehung mit der globalen dynamischen Entwicklung der Galaxie!
 - Wie beeinflussen globale Prozesse die SE auf kleinen Skalen? Deren Summe wiederum ergibt die globale SE-Geschichte der Galaxie
- Und umgekehrt: Wie beeinflusst SE auf kleinen Skalen die globalen Eigenschaften der Milchstraße?
 - Was treibt Turbulenz im interstellaren Medium?
 - Welche Mischungseigenschaften hat ISM Turbulenz → wichtig für das Verständnis der chemischen Entwicklung der Milchstraße
 - "Galactic Fountains", Materiekreislauf, Schmidt Gesetz, Relation Galaxienmasse zentrales Schwarzes Loch
- Mehr Physik!
 - Zeitabhängige, chemische Netzwerke in MHD Simulationen
 - Wechselwirkung von Strahlung und Materie

