LFIS223 Astronomía General

Mónica Zorotovic

Tema 6 a) Fin de formación estelar b) Evolución estelar (SP) 16/10

Masa máxima para las Estrellas

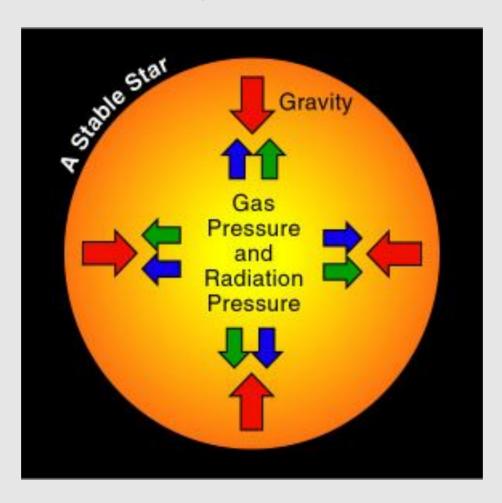
El límite inferior para la masa de las estrellas se deriva del requisito de que se genere una temperatura suficiente mediante el colapso gravitacional para iniciar la fusión de H a He en el núcleo.

¿Hay un límite superior para la masa?

Si una estrella es demasiado masiva, su presión de radiación será tan alta que la estrella será inestable a la expansión.

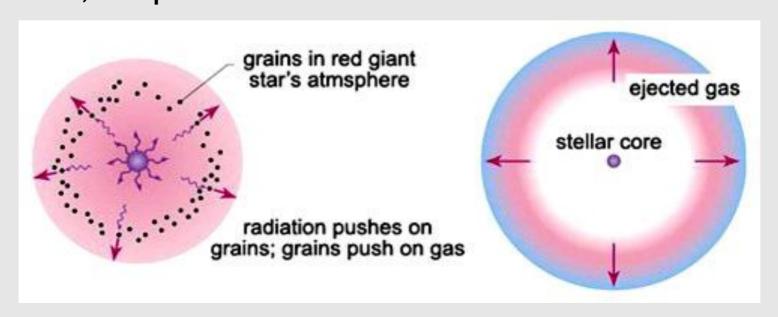
En una estrella con una capa externa de H

- La gravedad atrae la capa hacia el centro
- Los fotones emitidos desde el centro tratan de empujar los átomos de H hacia afuera (**presión de radiación**)



Si los fotones tiene frecuencia UV, los electrones pueden ser excitados e incluso liberados del átomo (ionizados). En ese caso, el scattering es más eficiente.

Estrellas **muy masivas** son muy luminosas y calientes. **Emiten muchos fotones UV**. Cuando la presión transferida desde los fotones a una capa externa es mayor que la atracción gravitacional, la capa comienza a expandirse, lo que frena el crecimiento de la estrella.



Ejemplo: Viento desde la envoltura de una estrella gigante

Luminosidad Crítica

La fuerza por unidad de volumen asociada a la radiación de los fotones está dada por

$$\frac{1}{V}F_{\rm r} = -\frac{dP_{\rm r}}{dr} = \frac{4}{3}aT^3\frac{dT}{dr}$$
 a = 4 σ /c = cte de radiación cuerpo negro (σ = constante de Stefan-Boltzmann)

Y para transporte radiativo el gradiente de temperatura es:

$$\frac{dT}{dr} = -\frac{3\kappa\rho}{4acT^3} \frac{L(r)}{4\pi r^2}$$
 \(\kappa = \text{opacidad por gramo de materia.}\)

Con lo que el gradiente de presión nos queda:

$$\frac{dP}{dr} \simeq -\frac{\overline{\kappa}\rho}{c} \frac{L}{4\pi r^2}$$

Luminosidad de Eddington

Para que haya equilibrio hidrostático: $\frac{dP}{dr} = -G\frac{M_r\rho}{r^2}$

$$\frac{dP}{dr} = -G\frac{M_r\rho}{r^2}$$

Igualando a lo obtenido anteriormente, se deriva una expresión para la luminosidad en equilibrio, llamada luminosidad de **Eddington**:

$$L_{ ext{Edd}} = rac{4\pi cGM}{\kappa}$$

Si esta luminosidad se excede, la presión de radiación expulsará las capas superficiales de la estrella.

La luminosidad máxima sólo depende de:

- La masa de la estrella
- La opacidad cerca de la superficie

Eddington Luminosity

Si la opacidad κ se estima usando la fórmula de Thomson, podemos escribir la luminosidad de Eddington como:

$$rac{L_{
m Edd}}{L_{\odot}} \simeq 3.5 imes 10^4 \left(rac{M}{M_{\odot}}
ight)$$

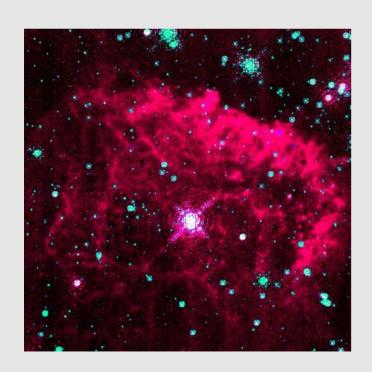
Asumiendo que las estrellas más luminosas que se observan (L ~ varios × 10⁶ L_o) están en el límite de Eddington:

→ La masa máxima para que una estrella sea estable es:

~100M_©

Si la masa de la protoestrella excede ~ 100-150 M_o, colapsará y se calentará muy rápido.

Las reacciones nucleares ocurren a una tasa tan alta que la estrella se vuelve muy luminosa y se destruye, ya sea catastróficamente, o de manera más suave expulsando sólo sus capas externas

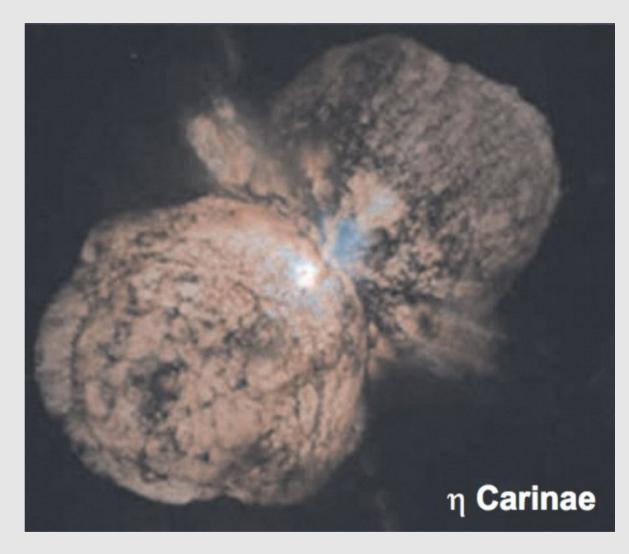


Ejemplo: La Nebulosa Pistol, rodea a una de las estrellas más luminosas que conocemos (Pistol Star, 1.6 x 10⁶ L_o).

La nebulosa contiene una masa de $9.3~{\rm M}_{\odot}$ de gas ionizado que fue expulsado de la estrella miles de años atrás

Un ejemplo de pérdida de masa extrema

La estrella supermasiva altamente inestable **η Carinae**



Es la fase supergigante de una estrella de 120M_o que ha evolucionado con una gran pérdida de masa en la SP y después.

La estrella más masiva y luminosa que se conoce es R136a1

$$L \sim 8 \times 10^6 L_{\odot}$$
 M $\sim 300 M_{\odot}$

Pierde masa de forma extrema, a una tasa de $5.1 \times 10^{-5} \, \mathrm{M}_{\odot}$ por año, a través de viento estelar, que alcanza velocidades de $2600 \pm 150 \, \mathrm{km/s}$.



Comparación de tamaño de R136a1 y el sol

Pero estudios del cúmulo estelar más denso de nuestra galaxia (Arches cluster), han confirmado que NO se forman estrellas con más de ~150 $\rm M_{\odot}$.

Una teoría que explica la existencia de algunas estrellas ultra-masivas que exceden este límite (como R136a1) es la colisión y el merge de 2 estrellas masivas en sistemas binarios cercanos.

*Pueden leer más sobre esta estrella en http://www.wikiwand.com/en/R136a1

Resumiendo formación estelar

La formación estelar se produce en Nubes Moleculares Gigantes

Tamaños típicos ~ 50-100 pc T ~ 10 a 20 K M ~ hasta 10⁶ M



Criterio de Jeans: 2K < |Ω| → Colapso gravitacional, cuando se supera la masa de jeans:

$$M_{\mathrm{J}} \equiv \left(\frac{3kT}{fG\mu m_{\mathrm{H}}}\right)^{3/2} \left(\frac{3}{4\pi\rho}\right)^{1/2}$$

<u>primeras etapas</u>

nube de gas interestelar.

inestabilidad de Jeans

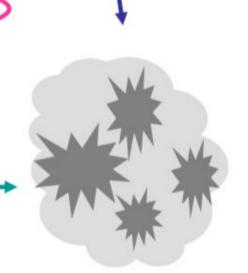
fuerza de gravedad > presión del gas

Caída libre colapso gravitatorio (isotérmico) fragmento de la nube



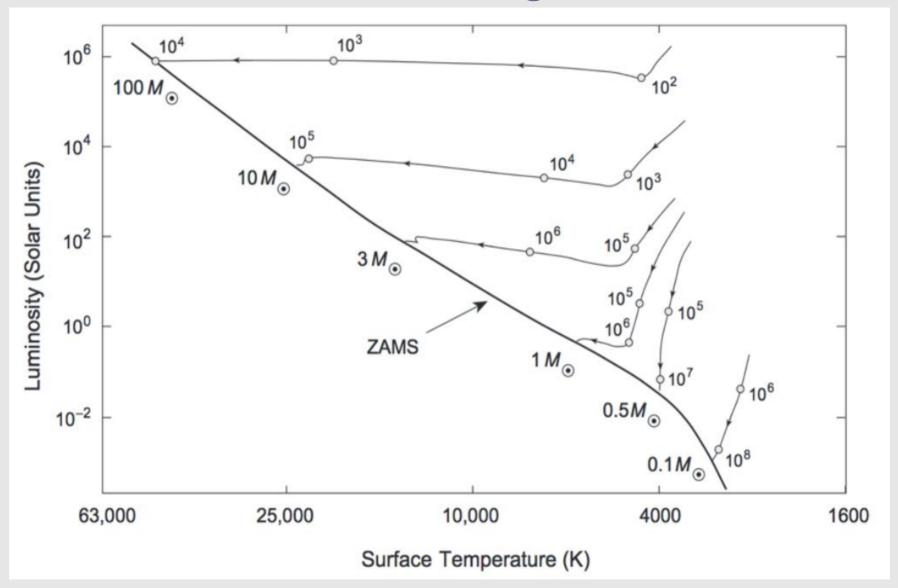
→ Colapso adiabático (más lento)

protoestrellas brillan por el calor generado por la compresión del gas





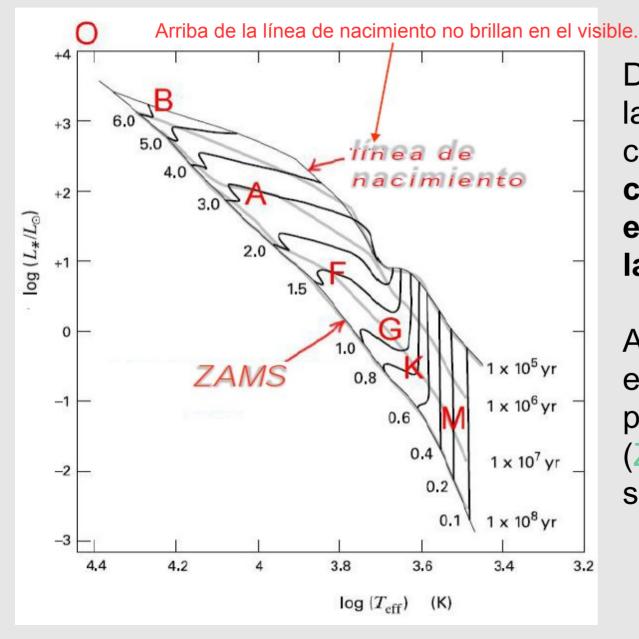
Pre SP en el diagrama HR



Hayashi track hacia abajo (totalmente convectiva) + Henyey track hacia la izquierda (núcleo radiativo)

Línea de Nacimiento y ZAMS

Colapso isotérmico (caída libre) - Colapso adiabático (cercano el equilibrio)

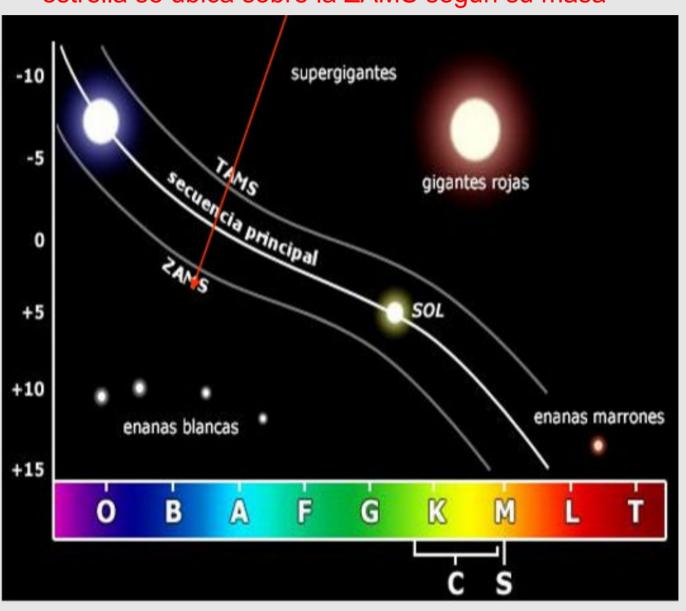


De la línea de nacimiento a la SP, la estrella se sigue contrayendo hasta que comienza la fusión de H en el núcleo y se detiene la contracción.

Ahí comienza la vida como estrella, en la "secuencia principal de edad cero" (ZAMS = zero age main sequence)

ZAMS

En el diagrama HR, al comenzar a fusionar H la estrella se ubica sobre la ZAMS según su masa



Secuencia Principal

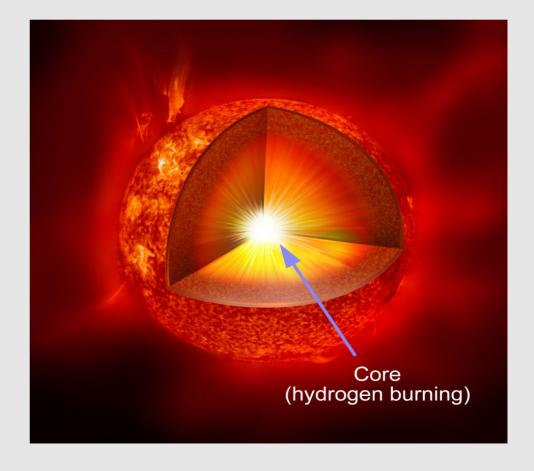
Una estrella está en la SP cuando cumple con:

· Generación de energía por fusión de H a He en el núcleo.

Hay Equilibrio Hidrostático (Presión y Gravedad en equilibrio)

· Hay Equilibrio Térmico (Generación de energía en equilibrio con

la luminosidad)



En 1854, Hermann von Helmholtz propuso que el calor solar tendría un origen gravitacional.

¿Pero cuánto duraría esa energía?

Cuando una estrella se contrae (desde la nube inicial) la energía gravitacional va disminuyendo.

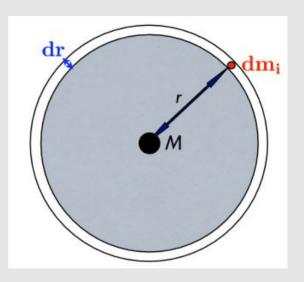
El teorema del virial establece que en un sistema mecánico en equilibrio hidrostático, la mitad del cambio en la energía gravitacional se usará para aumentar la energía interna del sistema (calor) y la otra mitad debe ser radiada.

2K + U = 0

Equilibrio hidrostático = equilibrio entre presión y gravedad

La fuerza gravitacional en una masa puntual dm_i ubicada fuera de una masa M_r con simetría esférica es:

$$dU_{g,i} = -G\frac{M_r \, dm_i}{r}$$



Se puede demostrar que la energía potencial actual es:

$$U_g \sim -\frac{3}{5} \frac{GM^2}{R}$$

Por el teorema de virial, en equilibrio hidrostático (sin colapso ni expansión):

$$2K + U = 0$$

Por lo tanto la energía total del sol, si sólo proviniera de la contracción, sería

E = K + U = -U/2 + U = U/2
$$E \sim -\frac{3}{10} \frac{GM^2}{R}$$

Usamos U/2 y no Δ U/2 para el cálculo de K porque se asume una nube inicialmente con tamaño muy grande ($R_{inicial} >> R$) y por lo tanto con energía gravitacional inicial despreciable.

La escala de tiempo de Kelvin-Helmholtz (o escala de tiempo térmico) estima cuánto tiempo podría haber vivido el sol radiando solamente la energía que proviene del colapso gravitatorio, a luminosidad constante: ΔE

 $t_{\rm KH} = \frac{\Delta E_g}{L_{\odot}}$

El cálculo arroja que el Sol podría haber vivido **30.000.000 de años (3x10**⁷) radiando energía gravitacional.

^{*}Se asume que la nube era de radio infinito al comienzo (energía potencial 0).

t_{KH} ~ 10⁷ años

Pero sabemos que el Sol, es mucho más viejo que esto: ~ 4.5 x 10⁹ años, y recién va en la mitad de su vida en la secuencia principal.

El Sol (y todas las estrellas) tiene otra fuente de energía aparte de la térmica y/o gravitacional.

→ Energía nuclear

Energía Nuclear

Un gramo de materia tiene un equivalente en energía dado por la fórmula $\mathbf{E} = \mathbf{mc}^2$.

Si TODA la masa del sol (2×10³³ gramos) se transformara en energía, podría generar 1.8×10⁵⁴ ergs.

Como $L_{\odot} = 3.8 \times 10^{33}$ [ergs/seg], podría vivir:

 4.7×10^{20} segundos ~ 10^{13} años.

Pero NO toda la masa se transforma en energía.

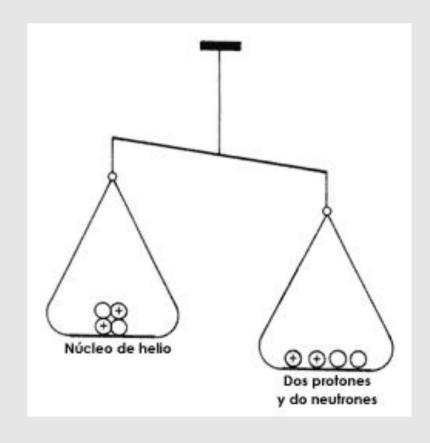
Energía Nuclear

Todos los núcleos de los elementos ligeros, excepto el del hidrógeno, tienen una masa MENOR que la suma de las masas de sus neutrones y protones.

Esta diferencia de masa recibe el nombre de defecto

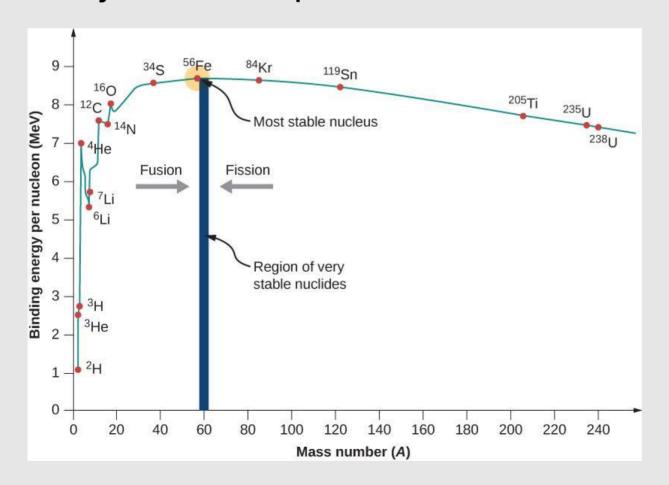
másico

Por ejemplo, al fusionarse los nucleones para formar un átomo de helio, se desprende una enorme cantidad de energía, conocida como energía de fusión.



Energía de Enlace

La energía de enlace o ligadura es la energía necesaria para separar los nucleones de un núcleo, o la energía que se libera cuando se unen los nucleones para formar el núcleo, justamente por causa de esta diferencia de masa.



Es máxima para el Fe

Energía Nuclear

Si en una reacción nuclear se produce una pérdida de masa, la masa que ha desaparecido debe convertirse en energía de acuerdo con la ecuación de Einstein

$$\Delta E = \Delta mc^2$$

Reacciones termonucleares en las estrellas transforman los elementos más livianos en otros más pesados, liberando grandes cantidades de energía en el proceso (hasta el Fe).

Energía Nuclear

En 1938 Hans Bethe y Carl von Weiszäcker demostraron que las estrellas como el Sol transmutan **Hidrógeno** en **Helio**.

En este proceso, 1000 gramos de Hidrógeno se transforman en 993 gramos de Helio más 7 gramos de energía (liberada porque la masa del He es MENOS que la de la suma de 4 H).

Por lo tanto sólo el **0.7%** del H se transforma en energía de acuerdo con la fórmula de Einstein $\Delta E = \Delta mc^2$.

Quema de H

La masa del átomo de H es $m_H = 1,00797$ uma 4 átomos de H suman $4m_H = 4,03188$ uma

* Uma = Unidad de masa atómica = 1/12 de la masa de un átomo de ¹²C.

Pero la masa del átomo de He es m(He) = 4,00260 uma

La masa que se "pierde" al combinar 4 átomos de H para formar 1 átomo de He es:

$$\Delta m = 4 m(H) - m(He) = 0.02928 uma$$

 Δ m/4m_H = 0.0073 ~ 0.7% \rightarrow la masa de un átomo de He es 0.7% menor que la de cuatro átomos de H.

La energía generada en la reacción es:

 $\Delta E = \Delta m c^2 = 26.7 \text{ MeV}$

Escala de tiempo Nuclear

Considerando que:

- El sol no es 100% Hidrógeno
- Sólo las zonas centrales tienen la densidad y temperatura para transformar H en He

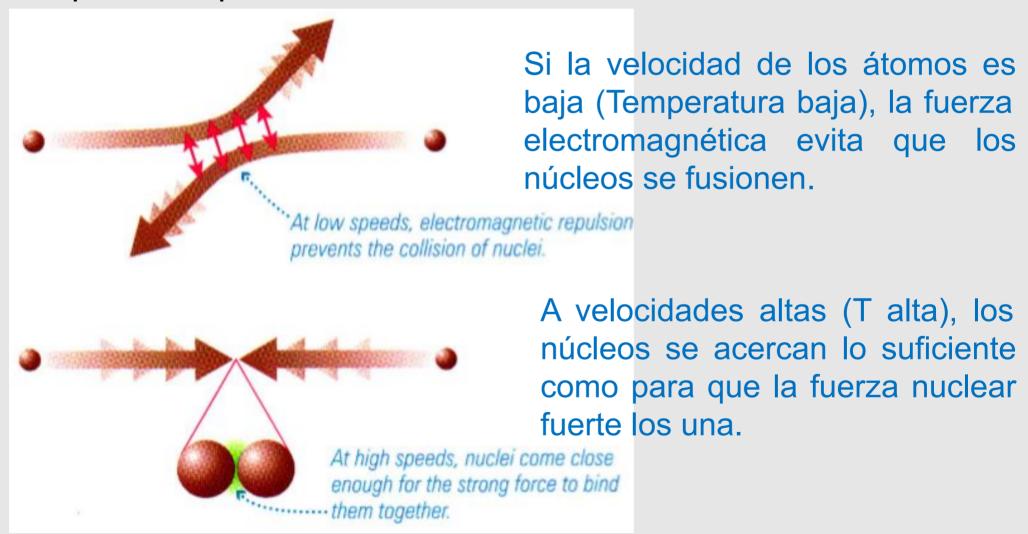
$$t_{
m nuclear} = rac{E_{
m nuclear}}{L_{\odot}}$$

se estima en ~ 10¹⁰ años.

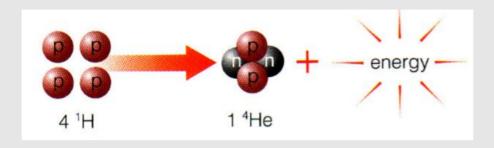
esa es aproximadamente el tiempo que le tomará al Sol quemar el H en su centro (y lleva ~4.5 x 10⁹ años).

Fusión

Los núcleos, con carga positiva, sólo pueden fusionarse si experimentan colisiones a muy alta velocidad para que se supere la repulsión eléctrica.



Quema de H en He



Para lograr la fusión del H se necesitan temperaturas muy altas (**T > 5x10**⁶ **K**). La transmutación de H a He se produce por:

Cadena PP (protón protón): Convierte 4 protones (núcleos de H) en un núcleo de He (sin usar ningún otro elemento). Domina a temperaturas bajas.

Ciclo CNO (Carbono-Nitrógeno-Oxígeno): También transforma 4 protones en un núcleo de He, pero usando las pequeñas cantidades existentes de C y de O en la estrella. Domina a **temperaturas altas**.

*Se habla de núcleos porque a altas temperaturas no hay electrones en los átomos (están ionizados)

algunas partículas que intervienen en las reacciones termonucleares:

$$p+=protón$$
 $e-=electrón$
 $=\beta e+=positrón$
 $=\beta+$
 $partículas \beta$

dentro de un núcleo con pocos protones, n=neutrón o fuera de él, decae espontáneamente en un p+ y un e- = decaimiento β

emisión de un neutrino (y o v)

radioactividad

partículas α = núcleos de He

rayos y = radiación electromagnética



Partículas

Carga eléctrica Q [en unidad de |e|]

+1

protón

neutrón

p

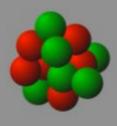
n

Nucleones

BARIONES

LEPTONES

0



núcleo

(Z,N)

A=Z+N

electrón

e-

+1

positrón

e⁺ (=anti-electrón)

0

neutrino

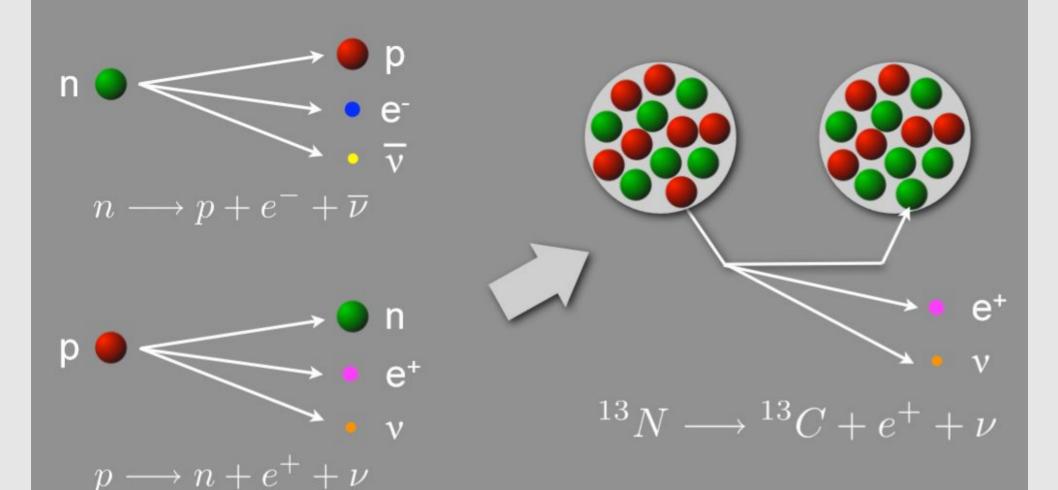
0

antineutrino

0

fotón

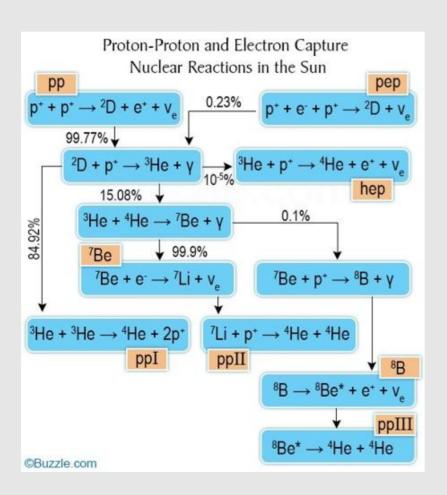
decaimiento beta y su inverso



Quema de H: Cadena PP

Convierte 4 protones (núcleos de H) en 1 núcleo de He.

Tiene 3 ramas (caminos posibles): **pp I**, **ppII**, y **ppII**. La probabilidad de ocurrencia de cada rama depende de las condiciones interiores.



```
p^{+} = protón (núcleo de H)

e^{-} = electrón

e^{+} = positrón

v_{e} = neutrino

y = fotones gamma.

p^{+} = protón (núcleo de H)

p^{+} = p^{+} y 1n

p^{+} 3He: p^{+} y 1n

p^{+} 4He: p^{+} y 2n

p^{+} = p^{+} y 2n

p^{+} = p^{+} y 2n

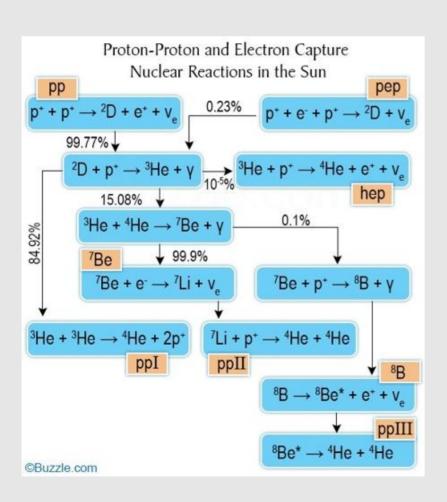
p^{+} = p^{+} y 2n
```

En el Sol, la cadena pp1 se da con mayor frecuencia, mientras que la ppIII es muy poco frecuente.

Quema de H: Cadena PP

Convierte 4 protones (núcleos de H) en 1 núcleo de He.

Tiene 3 ramas (caminos posibles): **pp I**, **ppII**, y **ppII**. La probabilidad de ocurrencia de cada rama depende de las condiciones interiores.



La reacción **pep** (protón - electrón - protón) puede tener lugar en vez de la reacción pp, pero es mucho menos probable porque las 3 partículas deben colisionar simultáneamente.

La reacción **Hep** (helio-protón, también llamada ppIV en la que el helio-3 reacciona directamente con un protón para dar helio-4, es muy poco frecuente.

PP I

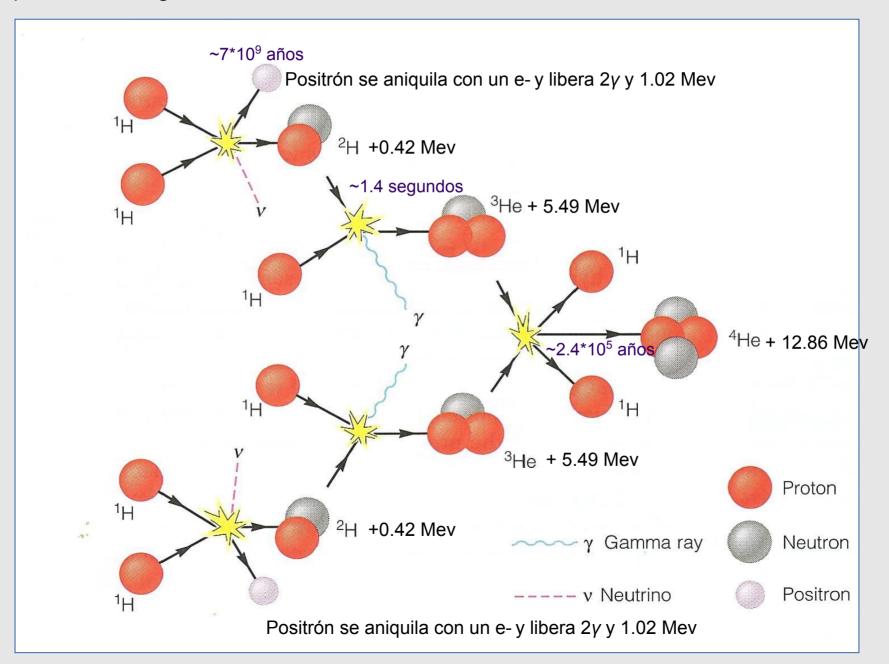
deuterón=isótopo del H

1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 2) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 1) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 2) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 2) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H + e + v$ 2) ${}^{1}H + {}^{1}H \rightarrow {}^{2}H \rightarrow {$

- 2) ²H + ¹H → ³He + γ una reacción cada 1.4 s libera 5.49 MeV
- 3) ³He +³He → ⁴He + ¹H + ¹H una reacción cada 2.4 10⁵ años libera 12.86 MeV energía total liberada=26.7 MeV

PPI

Representación gráfica de la cadena PP



Ciclo CNO

1) $^{12}_{6}$ C + $^{1}_{1}$ H \rightarrow $^{13}_{7}$ N + γ una reacción cada 1.3 10^{7} años libera 1,95 MeV

2)
$$^{13}_{7}$$
N $\rightarrow ^{13}_{6}$ C + e+ + v una reacción cada 7 minutos libera 1,37 MeV

3)
$$^{13}_{6}$$
 C + $^{1}_{1}$ H \rightarrow $^{14}_{7}$ N + γ una rección cada 2.7 10 6 años libera 7,54 MeV

4)
$$^{14}_{7}$$
N + $^{1}_{1}$ H \rightarrow $^{15}_{8}$ O + γ una reacción cada 3.2 10 8 años libera 7,35 MeV

5)
$$^{15}_{8}$$
 O $\rightarrow ^{15}_{7}$ N + e+ + v una reacción cada 82 segundos libera 1,86 MeV

6)
$$^{15}_{7}$$
 N + $^{1}_{1}$ H \rightarrow $^{12}_{6}$ C + $^{4}_{2}$ He una reacción cada 1.1 10 5 años libera 4,96 MeV

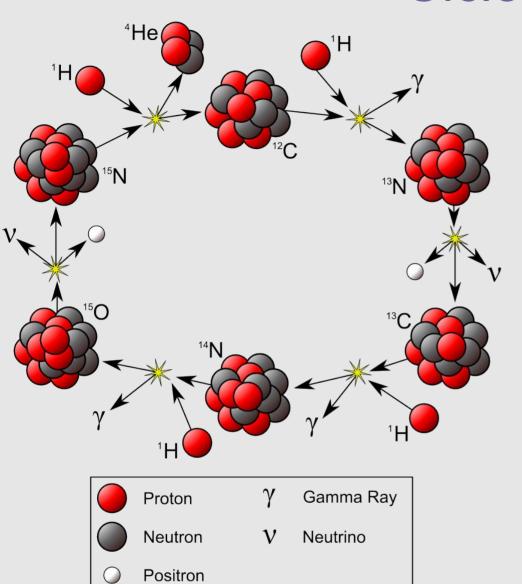
También convierte 4 núcleos de H en uno de He, pero usando el C disponible.

El C, N y O sólo intervienen como catalizadores del proceso (al final de la cadena de la rama 1 no aumenta el número de estos átomos).

El resultado neto del ciclo es la fusión de cuatro protones en una partícula alfa (núcleo de He), además de dos positrones, dos neutrinos, y energía liberada en forma de rayos gamma.

La formación de ¹⁵O es la más lenta y la que regula la velocidad de todo el ciclo.

Ciclo CNO



$$^{12}{}_{6}\text{C} + ^{1}{}_{1}\text{H} \rightarrow ^{13}{}_{7}\text{N} + \gamma$$
 +1,95 MeV
 $^{13}{}_{7}\text{N}$ $\rightarrow ^{13}{}_{6}\text{C} + \text{e}^{+} + \text{v}_{\text{e}} + 1,37 \text{ MeV}$
 $^{13}{}_{6}\text{C} + ^{1}{}_{1}\text{H} \rightarrow ^{14}{}_{7}\text{N} + \gamma$ +7,54 MeV
 $^{14}{}_{7}\text{N} + ^{1}{}_{1}\text{H} \rightarrow ^{15}{}_{8}\text{O} + \gamma$ +7,35 MeV
 $^{15}{}_{8}\text{O}$ $\rightarrow ^{15}{}_{7}\text{N} + \text{e}^{+} + \text{v}_{\text{e}} + 1,86 \text{ MeV}$

Rama 1 (99,96% de todos las reacciones):

$$^{15}{}_{7}\text{N} + ^{1}{}_{1}\text{H} \rightarrow ^{12}{}_{6}\text{C} + ^{4}{}_{2}\text{He} + 4,96 \text{ MeV}$$

Rama 2 (0,04% de todos las reacciones):

$$^{15}_{7}N + ^{1}_{1}H \rightarrow ^{16}_{8}O + \gamma$$
 $^{16}_{8}O + ^{1}_{1}H \rightarrow ^{17}_{9}F + \gamma$
 $^{17}_{9}F \rightarrow ^{17}_{8}O + e^{+} + v_{e}$
 $^{17}_{8}O + ^{1}_{1}H \rightarrow ^{14}_{7}N + ^{4}_{2}He$

Cadena PP versus Ciclo CNO

La cantidad de reacciones que ocurren aumenta con la temperatura, de forma mucho más fuerte para el ciclo CNO que para la cadena PP.

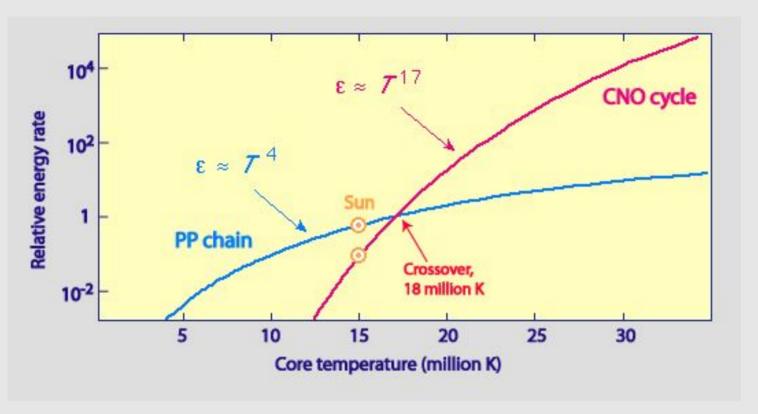
La generación de energía, por unidad de masa, para ambos ciclos depende de la densidad y la temperatura como:

$$\frac{\varepsilon_{pp} \propto \rho X^2 T_6^4}{\varepsilon_{CNO} \propto \rho X X_{CNO} T_6^{19,9}} \quad \tau_{\rm e} = \tau/10^6$$

A temperatura baja domina el ciclo PP, y a temperaturas altas el ciclo CNO.

Ecuaciones válidas para $T_6 = 15 (T_c del sol)$

Cadena PP versus Ciclo CNO

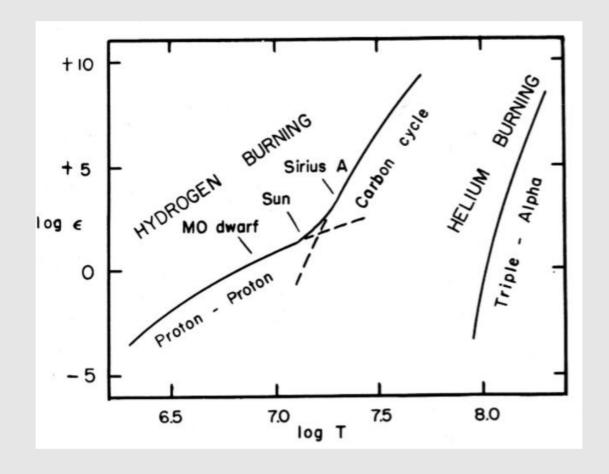


La producción de ambos ciclos es similar a los ~18x10⁶ K.

Para el sol, $T_c \sim 15x10^6$ K \rightarrow domina la cadena pp (por mucho, el gráfico está en escala logarítmica).

Para estrellas de composición similar al sol, domina la cadena pp cuando M <~1.6 M_{sol} y el ciclo CNO en estrellas más masivas

Cadena PP versus Ciclo CNO



Para estrellas de composición similar al sol, con una T_c de entre 10 a 25 millones de grados, se puede producir mucha energía por la quema de H, pero no se quema nada de He (este necesita $\sim 10^8$ K para quemarse).

Pérdida de Masa

- La transmutación de 1 Kg de H a He produce una pérdida de masa (ya que un núcleo de He pesa menos que 4 núcleos de H) equivalente a 6,3 x 10²¹ ergs (E = Δmc²).
- Como L_{sol} = 3,8 x 10³³ ergs/s, tenemos que en cada segundo el sol transmuta 600 millones de toneladas (600 millones de kilos) de H en 596 millones de toneladas de He (~0.7% de la masa se pierde).
- El sol pierde masa a razón de 4 millones de toneladas por segundo.
- En toda su vida en la SP (~10¹⁰ años), el sol perderá 1,2x10³⁰ gramos. Esto es **~0,06% de su masa**.

Pérdida de Masa

- Cada segundo, de casa día, el sol **pierde 4 millones de toneladas** = 8 veces la masa del edificio más grande del

mundo



Es equivalente a detonar 400 mil millones de bombas nucleares de un megatón por segundo (millones de veces el arsenal nuclear de todo el planeta)

Evolución de la estrella en la SP

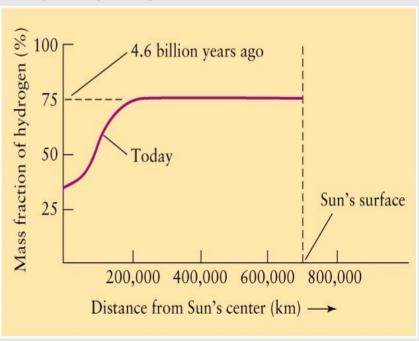
La SP es el periodo de vida más largo y estable en la vida de una estrella: **Quema de H en el núcleo**Hay pocos cambios externos, principalmente en respuesta a los **cambios en la concentración.**

A medida que convierten H en He en equilibrio hidrostático, la composición química cambia lentamente.

Cada reacción nuclear:

4 núcleos de H → 1 de He

Cada vez que ocurre una fusión hay menos partículas, pero con mayor peso molecular medio.



Ley de gases ideales: $PV = NkT \rightarrow P = nkT$

n = N/V es la densidad numérica de partículas del gas. Si n disminuye, P disminuye

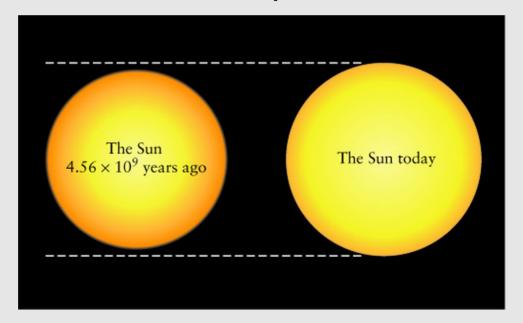
También podemos escribir la presión como $P = \rho \frac{kT}{tt}$

$$P = \rho \frac{kT}{\mu}$$

- En la SP el peso molecular medio µ aumenta.
- La densidad del núcleo también aumenta (pero menos).
- La presión del núcleo baja (→ contracción)

Se libera energía gravitacional: la mitad se radía y la mitad para **aumentar** T_c (virial). usa se

- Al aumentar la temperatura del núcleo (T_c) aumenta la tasa de reacciones nucleares.
- Aunque el núcleo se contrae, las capas externas se expanden ligeramente
- → La luminosidad aumenta un poco



Los cambios en la abundancia son significativos, pero sólo en las regiones centrales (la abundancia en las capas externas no se ve afectada).

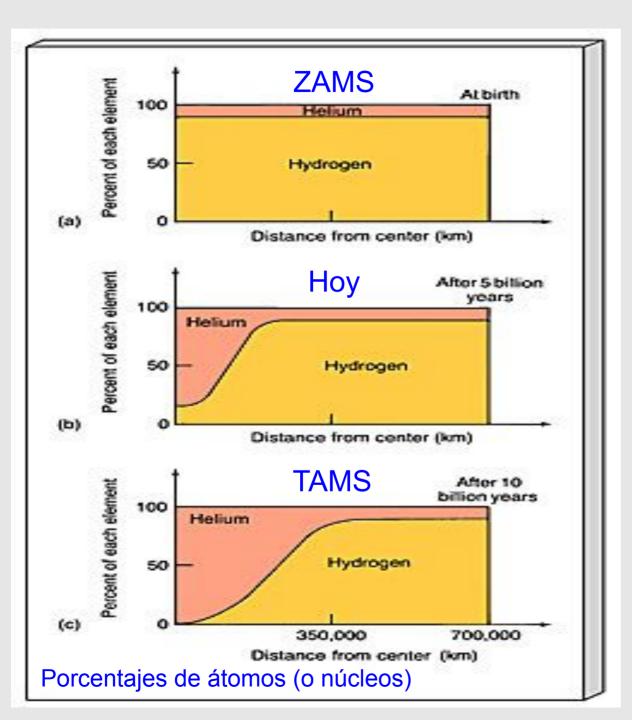
Cerca del centro, la fracción de masa de H ha disminuido y la fracción de masa de He ha aumentado ~ un factor 2 con respecto respecto a sus valores iniciales.

X_c: desde 0.71 inicial a 0.34 hoy

Y_c: desde 0.27 inicial a 0.64 hoy

La composición del sol ya no es homogénea. Varía con el radio!!

Para R ≥ 0.2R_☉, la abundancia de H y He es igual que cuando comenzó su vida en la SP (ZAMS), porque la quema sólo está ocurriendo en el núcleo (a mayor tasa mientras más caliente, es decir mientras más al centro) y el material procesado NO se mezcla con la envoltura.



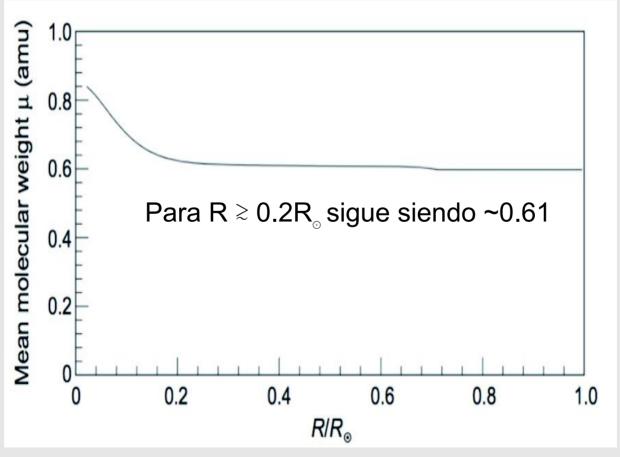
Composición del sol en la ZAMS (y composición actual de la envoltura):

Elemento	Abundancia (porcentaje del total en número de átomos)	Abundancia (porcentaje del total en masa)	
Hidrógeno	91,2	71,0	
Helio	8,7	27,1	
Oxígeno	0,078	,078 0,97	
Carbono	0,043	0,40	
Nitrógeno	0,0088	0,096	
Silicio	0,0045	0,099	
Magnesio	0,0038	0,076	
Neón	0,0035 0,058		
Hierro	0,0030	0,14	
Azufre	0,0015	0,040	

Ojo, distinguir si el porcentaje corresponde a número de átomos o porcentaje de masa.

Fusión de H → He aumenta µ en el núcleo.

- Modelos solares indican que μ en el centro del sol ha cambiado de ~0.61 uma en la ZAMS a ~0.85 uma hoy.



^{*}amu = uma (unidad de masa atómica) en inglés

La tasa de producción de energía de la cadena PP (dominante en el sol) es:

$$\frac{d\varepsilon}{dt} \simeq \rho^2 X^2 T^4$$

En el núcleo: X >, pero ρ > y T >, es decir que hay cada vez más reacciones nucleares (más energía generada)

Esto explica porqué L_o va aumentado aunque el combustible se vaya agotando. Se quema cada vez más rápido.

R y Teff también aumentan.

^{*} Hay un ρ^2 en este caso ya que la fórmula que vimos antes era generación de energía por unidad de masa y esta es por unidad de tiempo

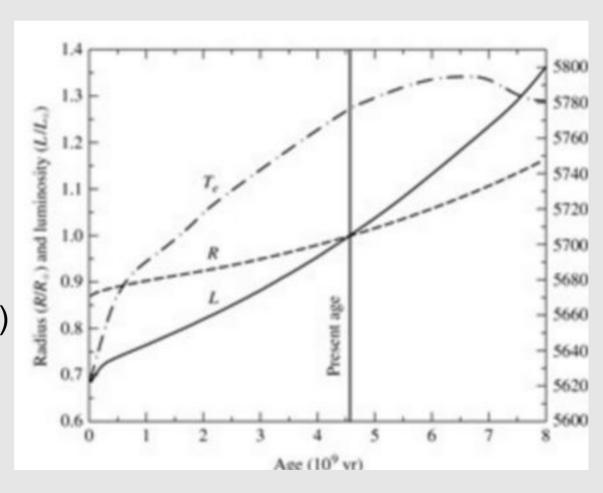
El modelo solar indica que en los ~4.6 billones de años (4.6 Gyr) que el sol ha estado en la SP:

R ha aumentado ~ 12%

L ha aumentado ~ 40%

T_e ha aumentado ~ 3%

T_c ha aumentado ~ 16% (esta no está en el gráfico)

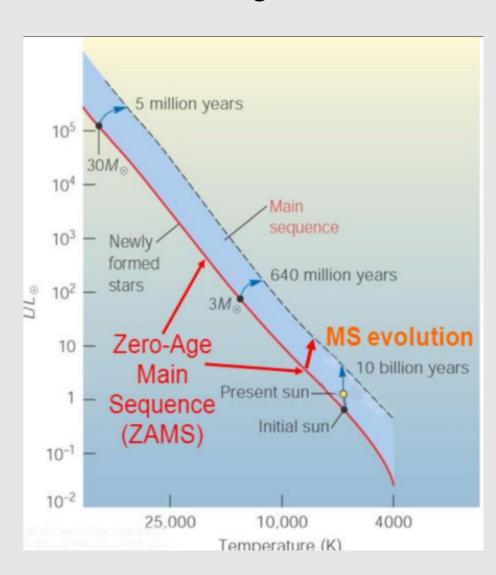


El principal efecto externo de la evolución de una estrella en la SP es una pequeña desviación desde la ZAMS en el diagrama HR:

Un poco hacia arriba (aumenta L) y a la derecha o izquierda (> o < Teff) dependiendo de la masa. Las más masivas disminución de Teff, las menos masivas aumento.

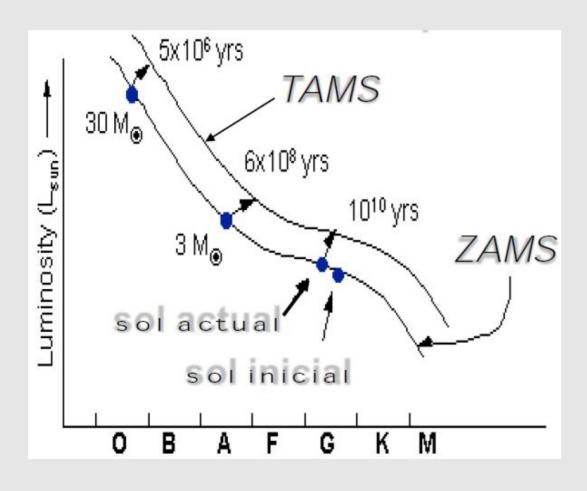
La SP no es una línea, sino una banda (en celeste).

Las estrellas comienzan su vida en la ZAMS, y se mueven a través de la banda a medida que cambia la composición por la fusión de H.



Tiempo de vida en la SP

El tiempo de vida en la secuencia principal, depende de la masa. Estrellas más masivas evolucionan más rápido, porque tienen mayor temperatura central (mayor tasa de quema).



Cuando se agota el H en el núcleo, la estrella se ubica sobre la TAMS (terminal age main sequence)

Tiempo de vida en la secuencia principal

$$t_{SP} \alpha M/L$$

En la SP
$$L \sim M^{3.5} \rightarrow t_{SP}/t_{SP^{\circ}} \sim 1/M^{2.5}$$
 con $t_{SP,^{\circ}} \sim 10^{10} \text{ yr}$

Spectral Type	Mass (sun = 1)	Luminosity (sun = 1)	Approximate Years on Main Sequence
05	40	405,000	$1 imes 10^6$
BO	15	13,000	11×10^6
A0	3.5	80	440×10^{6}
F0	1.7	6.4	3×10^{9}
G0	1.1	1.4	8×10^9
K0	0.8	0.46	17×10^{9}
MO	0.5	0.08	56×10^{9}

Próxima Clase Evolución post-SP