



Obrázek 1: H–R diagram pro primární složku dvojhvězdy $4 M_{\odot}$ a $3,2 M_{\odot}$. Vývoj je zachycen před, během i po přenosu hmoty. Hlavní posloupnosti nulového stáří (ZAMS, čerchované čáry) jsou vyznačeny dvě — pro dvě různá chemická složení: $X = 0,602$, $Y = 0,354$ a $X = 0$, $Y = 0,956$. Další parametry dvojhvězdy jsou: poloměry na počátku přenosu hmoty $R_1 = 4,78 R_{\odot}$, $R_2 = 2,47 R_{\odot}$, spektrální typy B7 III a B8 V, vzdálenost mezi složkami $A = 11,95 R_{\odot}$ a orbitální perioda $P = 1,785$ d. Bod 1) $t = 0$: ZAMS. 2) $t = 93,5$ Myr: začátek přenosu hmoty, poloměr hvězdy je na Rocheově mezi. Původní nestabilita působená vyčerpáním vodíku je posílena druhou nestabilitou — ztrátou hmoty. Obálka se rozpíná, luminozita klesá a rychlosť přenosu hmoty roste (viz obr. ??). 3) čas $t_s = 84\,000$ yr počítaný od začátku přenosu hmoty: hmotnosti složek jsou vyrovnaný (na $3,6 M_{\odot}$) a doposud klesající vzdálenost složek tedy začíná růst, dle zákona zachování momentu hybnosti. 4) $t_s = 110\,000$ yr: přetok hmoty dosahuje prvního maxima ($dM/dt \doteq 9 \cdot 10^{-6} M_{\odot}/\text{yr}$), neboť je tlumen vzdalováním složek. 5) $t_s = 127\,800$ yr: poměr hmotností složek je právě opačný než na začátku. Klesá efektivní teplota a tedy i stupeň ionizace povrchových vrstev, proto se konvektivní zóna rozšířuje do nitra. Vývoj jádra hvězdy ale zatím není přetokem hmoty prakticky vůbec dotčen! Hoření vodíku ve slupce se v této fázi nejprve posouvá k centru, později od centra ven; celková produkce energie klesá. 6) $t_s = 472\,000$ Myr: pokles luminosity končí a začíná její růst, mizí nestabilita způsobená přenosem hmoty. Absorpce v rozpínající se obálce klesá. Konvekce v povrchové zóně vyvolává větší produkci energie ve vodíkové obálce. 7) $t_s = 720\,000$ Myr: rozepnutí konvektivní obálky vede k plochému druhému maximum výměny hmoty ($dM/dt \doteq 2,5 \cdot 10^{-6} M_{\odot}/\text{yr}$). 8) $t_s = 1\,113\,800$ Myr: minimum efektivní teploty, přetok hmoty je již nepatrný $0,4 \cdot 10^{-6} M_{\odot}/\text{yr}$ a dále klesá, další vývoj je určován změnami chemického složení v jádře. 9) $t_s = 2\,080\,000$ Myr: zapálení hélia v centru. 10) $t_s = 2\,410\,000$ Myr: vznik nové centrální konvektivní zóny. 11) $t_s = 2\,517\,900$ Myr: hoření v jádru způsobí konec expanze obálky a tedy i konec přenosu hmoty. Primární složka má nyní hmotnost pouhých $M_1 = 0,5294 M_{\odot}$, poloměr $R_1 = 25,0 R_{\odot}$, spektrální typ G1 III, obsah vodíku v povrchových vrstvách klesl na $X_s = 0,256$. Vzdálenost složek je $A = 156 R_{\odot}$ a perioda $P = 84,18$ d. 12) $t_s = 2\,598\,000$ Myr: okamžik maxima centrální teploty, jakožto důsledek hoření hélia, ale odezva jádra není okamžitá. Dojde totiž k rozepnutí jádra, posunu vodíkové slupky do oblastí s nižší teplotou a hustotou, poklesu produkce energie, a odpovídajícímu smrštění obálky. Uvolňování gravitační potenciální energie při kontrakci však udržuje luminozitu skoro konstantní. 13) $t_s = 2\,672\,000$ Myr: maximum rozměru centrální konvektivní zóny. 14) $t_s = 3\,014\,000$ Myr: konec poklesu centrální teploty, neboť jádro skoro přestalo expandovat. 15) $t_s = 3\,137\,000$ Myr: růst rozměru centrální konvektivní zóny. 16) $t_s = 5\,237\,000$ Myr: lokální maximum efektivní teploty, pokračuje pokles luminozity. 17) $t_s = 8\,781\,200$ Myr: růst střední molekulové hmotnosti částic v centru vede k růstu centrální hustoty. 18) $t_s = 17\,260\,000$ Myr: minimum poloměru hvězdy; růst je způsoben zvýšenou produkcí hoření hélia, které je nyní hlavním zdrojem. Hvězda dosáhne rovnovážného stavu (podobného hlavní posloupnosti vodíkových hvězd), ale výsledná hvězda je poblíž hlavní posloupnosti héliových hvězd. Má spektrální B0 V, poloměr jen $R_1 = 0,193 R_{\odot}$. Od posloupnosti „nulového věku“ se pomalu vyvíjí, roste T_{eff} , L . Model zde končí mimo jiné z toho důvodu, že původně sekundární hvězda by v této fázi pravděpodobně dosáhla Rocheova poloměru a začal by přetok hmoty zpět na primár. Převzato z Harmanec (1970).