

# Spektroskopische Beobachtungen der H $\alpha$ - und der Hel6678-Emission am Doppelsternsystem $\delta$ Scorpii

Ernst Pollmann

$\delta$  Sco ist einer der hellsten Sterne des Himmels und zudem ein exzentrisches Doppelsternsystem mit einer Bahnexzentrizität von 0,94 ( $\pm 0,1$ ) und einem Neigungswinkel seiner orbitalen Rotationsachse in Bezug auf die Sichtlinie des Beobachters von  $38^\circ$  ( $\pm 5^\circ$ ) bei einer Periode von ca. 10,6 Jahren. Kurz vor dem Periastron im Jahr 2001 konnte von Otero et al. (2001) eine stufenweise Zunahme der Helligkeit im sichtbaren Spektralbereich im Juni 2000 beobachtet werden wobei etwa zeitgleich begonnene spektralanalytische Beobachtungen zur Entdeckung erster Linienemissionen führten.  $\delta$  Scorpii stieg von seiner Normalhelligkeit von ca. 2,3 mag auf knapp 1,6 mag an und gehört nunmehr zur Familie der scheinbar hellsten Sterne überhaupt (Abb.1).

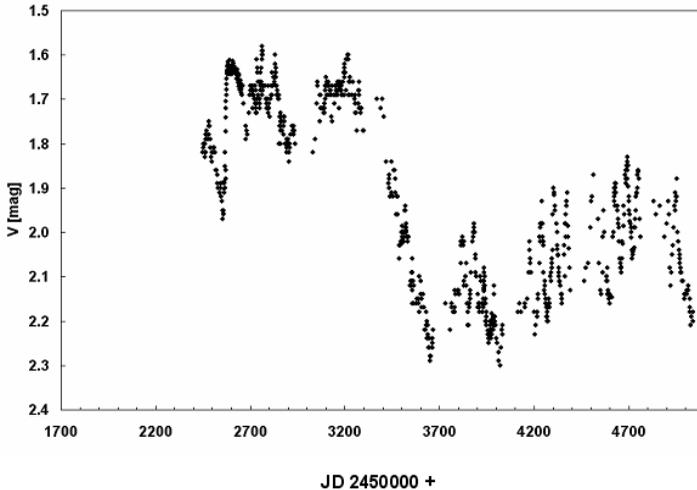


Abb. 1: Visuelle Lichtkurve von  $\delta$  Scorpii nach Angaben von Otero et al. (2001)

Die Emissionslinienprofile von  $\delta$  Sco sind sehr ähnlich denen der klassischen Be-Sterne und werden vermutlich in einer zirkumstellaren, abgeflachten Gasscheibe gebildet. Nur sehr wenige B-Sterne haben sich bis heute dahingehend entwickelt, dass nahezu zeitgleich mit Beginn eines ersten Helligkeitsausbruchs auch die Entwicklung und das Wachstum einer zirkumstellaren Gasscheibe beobachtet so gut dokumentiert werden konnte. Dies ist auch einer der Hauptgründe dafür, dass die Übergangsstadien von fehlender Scheibe (B-Stern-Status) zu voll ausgeprägter Scheibe (Be-Stern-Status) und zurück, bisher nicht zufrieden stellend dokumentiert sind. Lediglich von Rivinius et al. (1998) ist eine ausführliche spektralanalytische

Studie einer Scheibenentwicklung um den Be-Stern  $\mu$  Cen vorgestellt worden, die bis jetzt dahingehend die einzige Studie ihrer Art war. Solche Beobachtungen, wie sie gegenwärtig  $\delta$  Sco ermöglicht, sind sehr wichtig, um die Mechanismen der Scheibenbildung bzw. der Scheibenentwicklung zu erforschen.  $\delta$  Sco liefert eine einzigartige Gelegenheit, einen fortwährenden Scheibenbildungsprozess im Detail zu studieren. Der Stern ist hell, er erlaubt hochauflösende Spektroskopie mit verhältnismäßig kleinen Teleskopen sowie Helligkeitsmessungen mit bloßem Auge, und kann fast 9 Monate im Jahr beobachtet werden.

Die zur Beobachtung der Gasscheibenentwicklung um den Zentralstern repräsentativste und zugleich dominanteste Linie im Spektrum von Be-Sternen - und somit auch bei  $\delta$  Sco - ist die Emissionslinie H $\alpha$  der Balmerreihe des Wasserstoffs. Die Äquivalentbreite (EW) dieser Emissionslinie spiegelt in ihrem Zeitverhalten unmittelbar den jeweiligen Entwicklungszustand, d.h. den Durchmesser, die Masse und die Dichte der Be-Sternscheibe wider. Aber nicht nur die EW, d.h. die Emissionsstärke, sondern auch ihre Linienprofileigenschaften geben Auskunft über gewisse dynamische Prozesse der rotierenden Scheibe um den Zentralstern.

So weiß man heute, dass das H $\alpha$ -Emissionslinienprofil aus einer Rotationsbewegung der Gasscheibe resultiert, welches meist einer Gauss-Verteilungsfunktion, einem Gauss-Profil, entspricht und darüber hinaus noch von weiteren Linienverbreiterungseffekten, wie dem Stark-Effekt und Expansionsbewegungen geprägt wird.

So formulierte Dachs et al. (1981) eine Gleichung, mit der die Breite der Emissionslinie in halber Peakhöhe, ausgedrückt als Wellenlängendifferenz in Å (in Englisch: full width half maximum, FWHM) in die orbitale Rotationsgeschwindigkeit der Scheibe/Hülle in der Sichtlinie des Beobachters umgerechnet werden kann. Diese orbitale Geschwindigkeit des Gases um den Zentralstern nimmt ab mit zunehmendem Scheibenabstand vom Stern entsprechend dem 3. Keplerschen Gesetz.

Während die Breite stellarer Absorptionslinien Informationen über die projizierte stellare Rotationsgeschwindigkeit ( $V \sin i$ ) liefert, ist die Breite zirkumstellarer Emissionslinien im Spektrum von Be-Sternen ein Kombinationseffekt aus kinematischer und nichtkinematischer Verbreiterung (Strahlungstransfer, Thomson-Streuung) und liefert potentielle Informationen über den kinematischen Status der Scheibe. Ihre Halbwertsbreite FWHM in Å gibt dabei die typische Geschwindigkeit  $\Delta V_{\text{emi}}$  (Rotations- und/oder Radialgeschwindigkeit) des zirkumstellaren Materials an.

Die Breite einer Emissionslinie ist außerdem abhängig vom Signal/Rausch-Verhältnis, weil in verrauschten Spektren sich die ausgedehnten Flügel kaum deutlich vom stellaren Kontinuum abheben. Weiterhin ist sie beeinträchtigt von der Definition des Linienflügelprofils und durch dem darunter liegenden photosphärischen Profil. Die FWHM hängt ab von der Linearität des ermittelten Linienflusses, von der Auflösung, und im Fall einer gut ausgeprägten Emissionslinie, auch von der korrekten Bestimmung der darunter liegenden photosphärischen Absorption.

Obwohl die FWHM der am leichtesten zugängliche Parameter ist und am meisten in den Studien über Emissionslinienprofile von Be-Sternen verwendet wurde, ist bereits

eine ziemlich hohe Auflösung und ein linear arbeitender Detektor erforderlich, um frei von instrumentellem Rauschen signifikante Ergebnisse zu erhalten.

Das Monitoring der Geschwindigkeit  $\Delta V_{\text{emi}}$  ist nun in Abb. 2 dem Zeitverhalten der H $\alpha$ -EW gegenübergestellt worden. Die offensichtliche Anti-Korrelation von  $\Delta V_{\text{emi}}$  mit der H $\alpha$ -EW ist ein komplizierter Prozess von Scheibenwachstum und Materialumverteilung innerhalb der Scheibe. Die Zunahme der EW in 2004-2005 bei gleichzeitiger Abnahme der FWHM kann als schleichender Massenverlust interpretiert werden, der aus einer Abnahme der Menge des Materials in den inneren Regionen der Scheibe resultiert. Der spätere Massenverlust wird stärker bei zunehmender FWHM-Geschwindigkeit  $\Delta V_{\text{emi}}$ . Die H $\alpha$ -EW steigt an zu wegen zunehmender Helligkeit des Scheibenkontinuums.

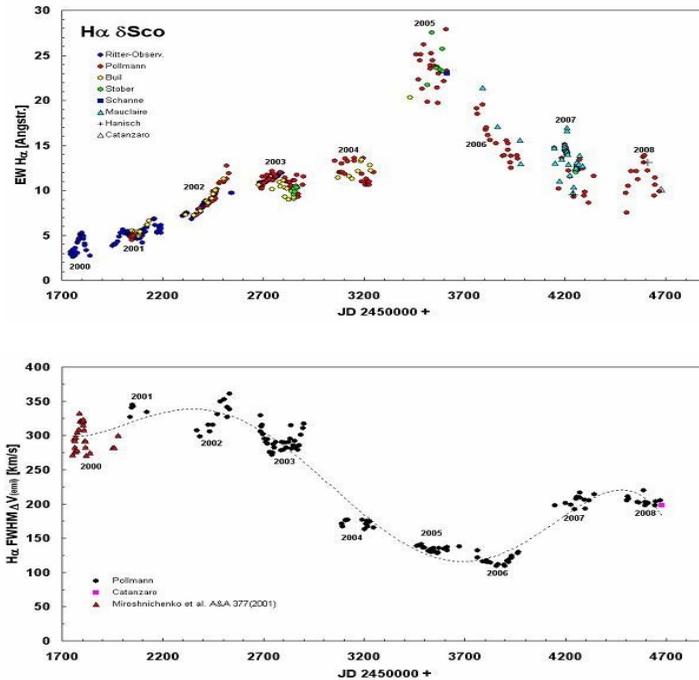


Abb. 2: Vergleich der H $\alpha$ -Äquivalentbreite mit der FWHM. Die Anti-Korrelation zwischen beiden Parametern verdeutlicht den Zusammenhang von wachsendem Scheibendurchmesser bei abnehmender Rotationsgeschwindigkeit  $\Delta V_{\text{emi}}$

Da nach Untersuchungen von Miroshnichenko et al. (2003) der Zentralstern nicht mit einer Geschwindigkeit an der Grenze seiner Stabilität rotiert, sondern mit  $V_{rot} \sin i = 148$  km/s bei einem Neigungswinkel  $i$  seiner Rotationsachse von ca.  $38^\circ (\pm 5^\circ)$  entsprechend nur mit  $V_{rot}$  von 217-272 km/s, liegen die eigenen gemessenen FWHM-Geschwindigkeiten  $\Delta V_{emi}$  in Abb. 2 zur Zeit des ersten Ausbruchs im Juli 2000 in weitgehender Übereinstimmung bei dieser Größenordnung. Vor dem Hintergrund dieser Beobachtungen macht es Sinn, nach Merkmalen im Spektrum von  $\delta$  Sco zu suchen, welche weiterführende Auskünfte zum Geschehen der Scheibenentwicklung mehr in der Oberflächennähe des Zentralsterns liefern.

Hel6678-Emissionslinien sind ein ausgezeichneter Indikator für Scheibenmaterie, die sich sehr dicht in der Nähe der Photosphärenregionen des Zentralsterns befindet, eines Bereichs, in dem die Temperatur und die Dichte am höchsten und in dem die Ionisation am stärksten ist.

Interferometrische Messungen an  $\gamma$  Cas von Stee et al. (1998, A&A, 332, 268) haben gezeigt, dass die Hel6678-emittierenden Regionen bei ca.  $2,3 R_*$  anzutreffen sind, weshalb auch die Bildung von Hel6678 im Stern  $\delta$  Sco in sehr großer Nähe zur Oberfläche des Zentralsterns zu erwarten ist. Die Hel6678-Emissionen von  $\delta$  Sco haben in hochaufgelösten Spektren sog. P-Cyg-Profile, was bedeutet, dass der Beobachter darin einen optisch dicken Massenabfluss vom Zentralstern erkennt. Mit anderen Worten: in der Sichtlinie des Beobachters befinden sich sehr große Mengen expandierendes Gases. Dies ist deshalb interessant, weil der Inklinationswinkel zur Beobachtersichtlinie ca.  $38^\circ (\pm 5^\circ)$  beträgt.

Um diesen Materieabfluss in der Sichtlinie sehen zu können, muss er innerhalb eines größeren Bereichs stellarer Photosphärenbreite stattfinden. Außerdem bedeutet dies, dass durch den Massenabfluss zusätzlich Materie in die Scheibe transportiert wird, wodurch diese nach außen hin graduell anwächst. Bisher konnten detaillierte, spektroskopische Beobachtungen einer wachsenden Be-Sternscheibe lediglich an  $\mu$  Cen und nun hier an  $\delta$  Sco durchgeführt werden.

Die Hel6678-Emissionslinien zeigen beachtliche Veränderungen in ihrem V/R-Verhältnis (= Peakhöhenverhältnis der Violetten Komponente zur Roten Komponente) von  $V < R$  nach  $V > R$  sowie in der Radialgeschwindigkeit beider Peaks. Diese Effekte können darin begründet sein, dass Hel6678 in einem Scheibenbereich gebildet wird, in dem kein Material mehr vom Zentralstern verbraucht wird und der aus einem elliptischen Ring besteht, in dem der Zentralstern nicht zentriert ist. Diese Situation könnte aber auch komplexer sein, weil der Begleitstern von  $\delta$  Sco, über dessen Natur kaum gesicherte Erkenntnisse vorliegen, die Scheibenbildung und/oder die Scheibenzerstörung durch Gezeiteneffekte „triggert“.

Andererseits ist die augenblickliche Periastrondistanz zu groß, als dass ein wirklicher Gezeiteneffekt eine Rolle spielen könnte. Die beobachteten Ausbrüche seit 2000, die durch visuelle Helligkeitsmessungen durch Otero et al. (2001) dokumentiert sind, deuten auf einen unabhängig von Gezeitenstörungen, und außerhalb des Periastrons wirkenden Prozess hin. Die Überlegungen würden insgesamt bedeuten, dass photosphärische Ausbrüche als wahrscheinlichste Ursache angesehen werden

können und die in der Folge einen emittierenden, elliptisch rotierenden Ring mit einem nichtzentrierten Zentralstern ausbilden, der sich langsam ausdehnt und dabei vom Zentralstern entfernt.

Wenn photosphärisches Material von der Oberfläche des Zentralsterns ausgestoßen wird, dann muss die Ausstoßgeschwindigkeit nahe der projizierten Orbitalgeschwindigkeit sein. Wenn nun der Stern nahe seiner kritischen Rotationsgeschwindigkeit rotiert, wird die projizierte Orbitalgeschwindigkeit nahe der projizierten Äquatorialgeschwindigkeit liegen.

Für den Fall, dass der Stern subkritisch rotiert, ist  $V_{orb} \sin i > V_{eq} \sin i$ . Liegt seine Rotationsgeschwindigkeit dicht bei der kritischen Geschwindigkeit, sollte die Doppelpeaktrennung  $2V \sin i$  etwa 330-350 km/s betragen.

Im Fall einer, nach Kepler rotierenden Scheibe, würde dies zu einer HeI6678-Emission im Bereich zwischen 2-3,5 R<sub>\*</sub> führen, also definitiv sehr dicht in der Nähe der Oberfläche des Zentralsterns. Doppelpeakprofile (Abb2.) entstehen entweder durch zentrale Depression, verursacht durch große Beträge von Material hoher Opazität und Null-Radialgeschwindigkeit (Selbstabsorption), oder durch eine Teilbedeckung des hinteren Teils der Scheibe, oder durch Dichte- und Geschwindigkeitseigenschaften, die eine maximale Emission bei Null-Radialgeschwindigkeit in nicht-sphärischen Geometrien ergeben. Zur Zeit sind jedoch keine ausreichend präzisen orbitalen Parameter bekannt um ableiten zu können, wie groß  $V_{eq}$  wirklich ist. Eigene Messungen der Doppelpeaktrennung im Februar, April und Juli 2008 führten zu Werten von etwa 190-230 km/s.

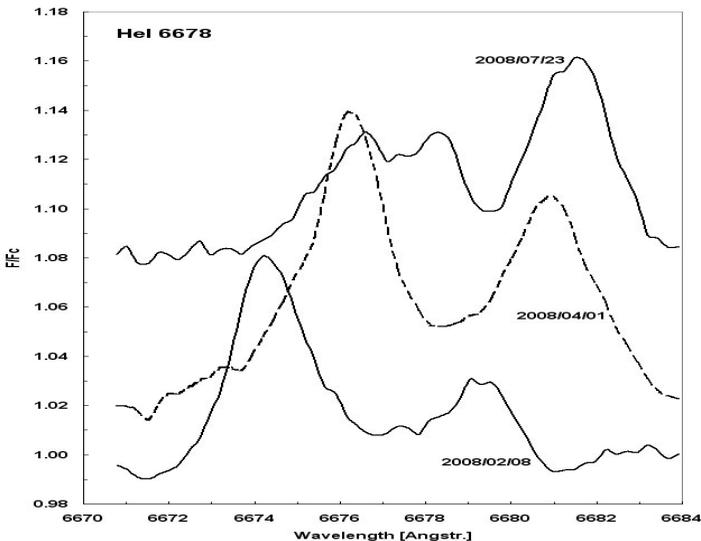


Abb.3: HeI6678-Emissionen im Spektrum von delta Sco. Die Wellenlängendifferenz zwischen den beiden Hauptpeaks (V = violett verschobene Komponente, R = rot verschobene Komponente) dienen der Doppelpeaktrennung  $2V \sin i$

Inwieweit Dichteveriationen mit Bezug auf das V/R-Verhalten eine Rolle spielen, ist für den Amateur nur schwer herauszufinden. Dennoch ist der Versuch gemacht worden, hierfür etwaige Anhaltspunkte zu finden.

In diesem Sinne zeigt Abb. 4 in einer Gegenüberstellung die EW von H $\alpha$  über die EW von Hel6678 aufgetragen. Die Güte dieser Korrelation, die sich bereits in dem Korrelationskoeffizienten von 0,79 ausdrückt, ist zusätzlich noch mit einem Signifikanztest (Fisher-Test) geprüft worden.

Dieser Test ergab, dass auch noch mit 99%iger Sicherheit eine Korrelation zwischen der EW von H $\alpha$  und der des Hel6678 besteht. Die Streuung der Messwerte zur Regressionsgeraden kann sowohl auf die Messunsicherheit selbst und/oder auf eine physikalisch bedingte Ursache zurückgeführt werden. So kann man mit ziemlicher Sicherheit annehmen, dass die Scheibe oder der Ring um den Zentralstern mit aus dessen Photosphärenregionen ausgestoßenem Material direkt gefüttert wird.

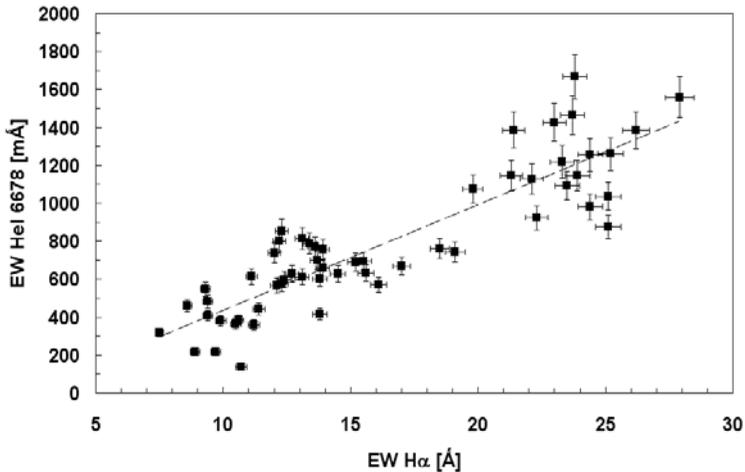


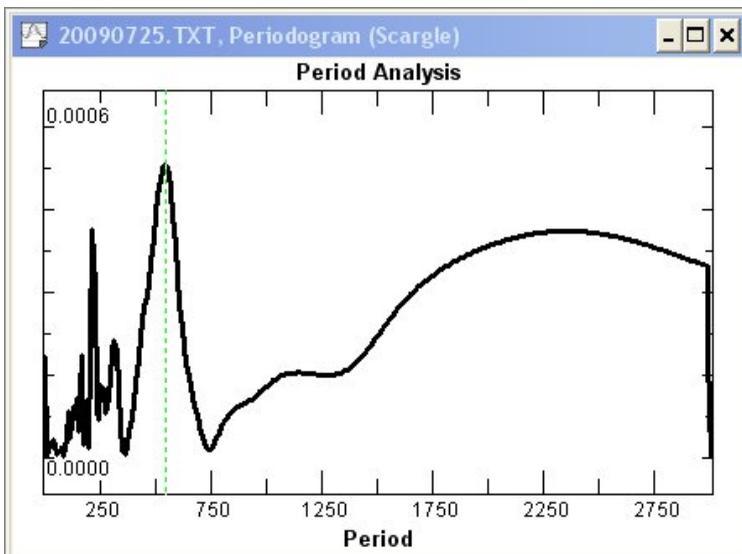
Abb.4: Gegenüberstellung der Äquivalentbreiten von Hel6678 und H $\alpha$ . Die Korrelationsgüte von 0,79 deutet auf den Zusammenhang der Scheibenfütterung bzw. des Scheibenwachstums (Indikator = H $\alpha$ -EW) durch photosphärische Ausbrüche (Indikator = EW-Hel6678) hin.

Da einerseits die H $\alpha$ -Emission die äußersten Scheibenbereiche repräsentiert, Hel6678 hingegen die dem Zentralstern nahen Regionen, und andererseits nach einem vorausgegangenen photosphärischen Ausbruch entsprechende Laufzeitunterschiede bis zu ihrem Erscheinen im Spektrum zugrunde gelegt werden können, ist möglicherweise die Streuung der Messwerte um die Regressionsgerade Ausdruck solcher Dichteveriationen.

Um diesen Einfluss zu erhärten, wären gute Zeitserien erforderlich, in denen erst die Hel6678-Emission, aber keine oder wenig von H $\alpha$  zu sehen ist, und dann nach einer gewissen Zeit (ideal einige Orbitalperioden, also Tage) H $\alpha$  anwächst, möglicherweise sogar mit der „richtigen“ 2x vsini-Breite und mit Abschwächung von Hel6678. Der Schlüssel scheint die richtige zeitliche Folge zu sein. Eine Korrelation ist immer schwächer, da sie keine Zeitinformation mehr aufweist und somit nicht zu unterscheiden ist von Messunsicherheiten.

Es scheint, als gäbe es zwei physikalische Effekte in  $\delta$  Sco: der eine Effekt ist der Ausstoß von Materie aus der Photosphäre des Primärsterns, der andere Effekt ist möglicherweise die Bildung von sog. „Dichte-blobs“ des Gases in einer Scheibe oder eines Ringes, die/der mehr oder weniger dem 3. Kepler-Gesetz folgend, um den Zentralstern rotiert, und dabei eventuell sogar wieder in die Photosphäre zurückfällt. Die orbitale Bahnneigung ist ebenfalls noch sehr unsicher, wobei derzeit Werte von 20 bis 48° in der Literatur zu finden sind, was bedeutet, dass es noch sehr viele Unsicherheiten hinsichtlich der orbitalen Exzentrizität gibt.

Vor dem Hintergrund dieser z.T. spekulativen Dichteveriationen in einem elliptischen Ring oder einer elliptischen Scheibe mit nichtzentriertem Zentralstern scheint die unlängst gefundene Periodizität des V/R-Verhältnisses der Hel6678-Emissionen anzudeuten, dass tatsächlich Bereiche unterschiedlicher Dichte innerhalb des Ringes oder der Scheibe auf einem quasi-Kepler-Orbit existieren. Eine Periodenanalyse an eigenen Spektren aus dem Beobachtungszeitraum 2005/04/01 bis 2009/04/14 des V/R-Verhältnisses der Hel6678-Doppelpeakemission mit dem Periodenanalyseprogramm AVE (Abb.5) führte zu einer Periode von 544 Tagen, wogegen mit den gleichen Daten Thomas Rivinius (ESO, Chile) eine Periode von 536 Tagen ermittelte.



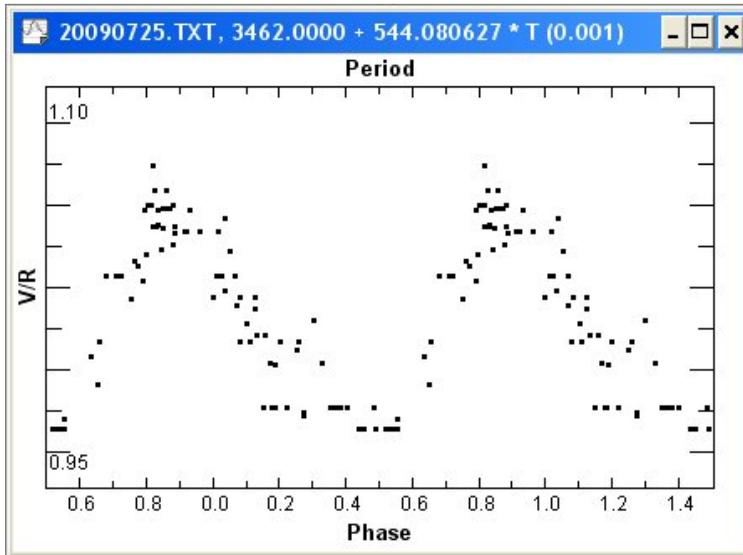


Abb.5: Periodenanalyse des Beobachtungszeitraumes mit dem Periodensuchprogramm AVE. Oben Powerspektrum mit dominanter Amplitude bei 513 Tagen; unten Phasendarstellung der Periode.

### Literatur

- Dachs, J., Eichendorf, W., Schleicher, H., Schmidt-Kaler, Th., Stift, M., Tüg, H., 1981, Astron. Astrophys. Suppl. 43, 427  
 Gandet, Th., private Mitteilung, Mai 2009  
 Miroshnichenko, A., Bjorkman, K.S., Morrison, N. D., Wisniewski, J.P., Manset, N., Levato, H., Grosso, M., Pollmann, E., Buil, Ch., Knauth, D.C., A&A, 408, 305-311, 2003  
 Otero, S., Fraser, B., Lloyd, Ch., IBVS-Nr. 5026, 2001  
 Rivinius, Th., Baade, D., Stefl, S., Stahl, O., Wolf, B., & Kaufer, A., 1998, A&A, 333, 125  
 Stee, Ph., Vakili, F., Bonneau, D., Mourard, D., 1998, A&A, 332, 268

Ernst Pollmann, Emil-Nolde-Str. 12, 51375 Leverkusen