

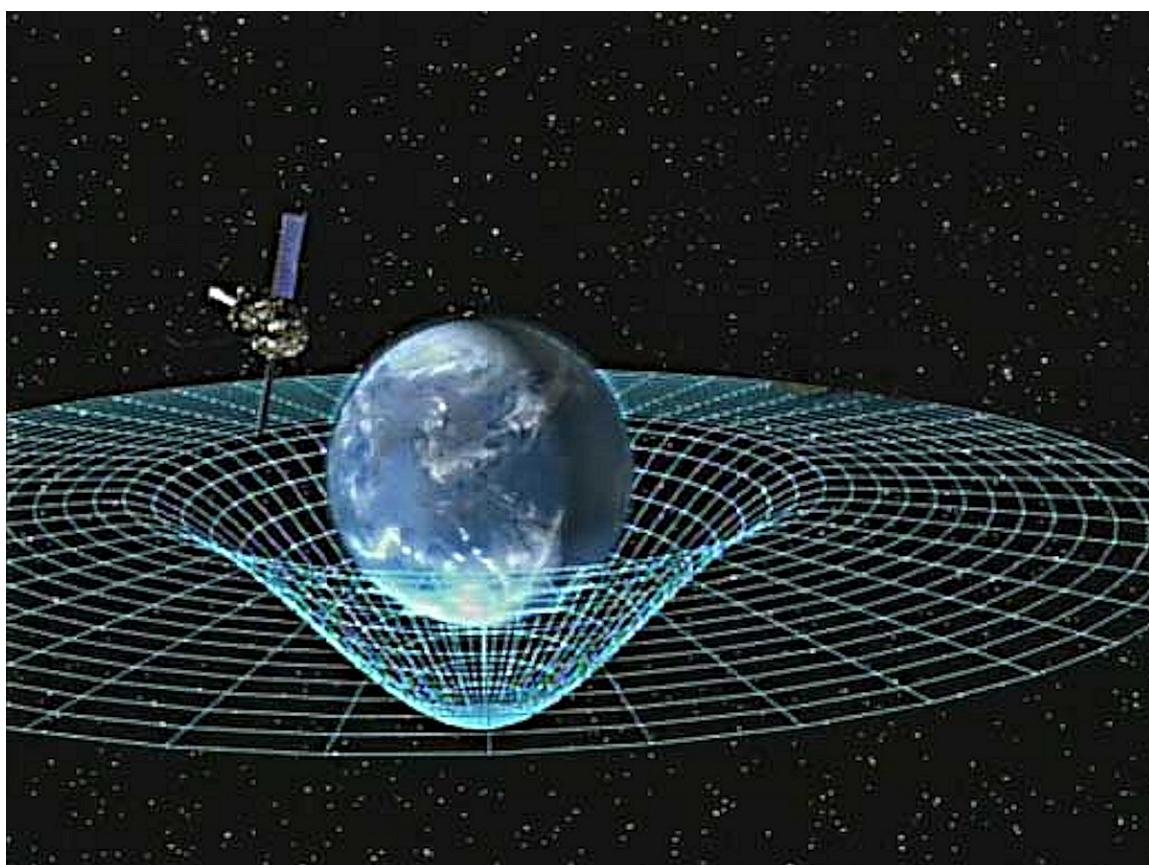
Gravitation, Potentialtrichter und Schwarze Löcher

Gerhard Herms

Der SuW-Beitrag von Simon D. M. White mit dem Titel „Aufbau und Zerstörung – über die Rolle der Gravitation bei der kosmischen Strukturbildung“ ist das hohe Lied der Gravitation. Wie es schon im ersten Satz des Beitrags heißt, beherrscht die Gravitation den gesamten Kosmos.

Das ist Grund genug, sich über den Schulstoff hinaus etwas näher mit ihr zu beschäftigen. Der Schüler Daniel fragt den Student Jan über die Rolle der Gravitation im Kosmos aus.

Übersicht der Bezüge im WiS!-Beitrag		
Physik	Mechanik	Gravitationsgesetz, Arbeit und Energie, Potential, Raumkrümmung, Potentialtrichtermodell
Astronomie	Kosmos	Keplersche Gesetze, Fluchtgeschwindigkeit, Schwarzes Loch, Akkretionsscheibe
Fächer-verknüpfung	Astronomie-Mathematik	Differentiation und Integration, Hyperbel, Parabel, Ellipse



Künstlerische Darstellung der Sonde Gravity B, die die Erde umkreist, um die durch die Erde gekrümmte Raumzeit zu vermessen. (In diesem Modell entspricht der Raum ohne Masse (der eigentlich nicht existiert) einer Ebene.). ©: NASA - http://www.nasa.gov/mission_pages/gpb/gpb_012.html, Public Domain, <https://commons.wikimedia.org/w/index.php?curid=4072432>.

Jan: Du liest etwas über Aufbau und Zerstörung im Kosmos?

Daniel: Ja. Am meisten faszinieren mich die Schwarzen Löcher. Wenn ich mir vorstelle, dass diese unheimlichen Dinger alles in sich hineinsaugen, und dass das alles unwiederbringlich verschwunden ist...

Jan: Du scheinst die Schwarzen Löcher für gigantische Staubsauger zu halten. Ganz so ist das nicht.

Daniel: Ich muss zugeben, dass ich nur sehr unklare Vorstellungen habe. Ich würde es aber gern genau wissen.

Jan: Dazu müssten wir uns etwas genauer mit dem Gravitationsfeld beschäftigen.

Daniel: Gern.

Jan: Na, Dann los! Weißt du, wie man die Anziehungskraft zwischen zwei Punktmassen M und m , die einen Abstand r voneinander haben, berechnen kann?

Daniel: Die Kraft wird gegeben durch $F = \frac{GmM}{r^2}$,

wobei G die Gravitationskonstante ist.

Jan: Was ist, wenn es sich um zwei ausgedehnte Körper handelt?

Daniel: Dann muss man unter r den Abstand ihrer Schwerpunkte verstehen.

Jan: Das ist nur die halbe Wahrheit.

Daniel: Wieso?

Jan: Die Formel gilt im Allgemeinen nur, wenn r groß ist verglichen mit der größten Abmessung der Körper.

Daniel: Die Anziehungskraft des Eiffelturms auf einen vorbeifliegenden Hubschrauber kommt also nur richtig heraus, wenn er genügend weit entfernt ist.

Jan: Genau so ist es. Allerdings gilt keine derartige Einschränkung, wenn es sich bei den ausgedehnten Körpern um homogene Kugeln handelt oder um solche inhomogenen Kugeln, deren Dichte nur vom Abstand vom Zentrum abhängt.

Daniel: Da viele Himmelskörper einen schalenartigen Aufbau wie unsere Erde haben, kann man also bei ihnen die Formel bedenkenlos verwenden und immer so tun, als ob das Gravitationsfeld von einer punktförmigen Masse erzeugt wird?

Jan: Ja, sofern man von der Abplattung absehen kann. - Doch nun stell dir vor, M wäre ein großer Himmelskörper, der ein großes Gravitationsfeld um sich herum besitzt, und m ein Raumflugkörper im Abstand r_0 vom Gravitationszentrum. Welche Arbeit musst du leisten, wenn du den Abstand auf r vergrößerst?

Daniel: Wegen der Veränderlichkeit der Kraft F beschränke ich mich zunächst einmal auf eine kleine Verschiebung dr . Dafür ist die Hubarbeit $dW = F \cdot dr = \frac{G \cdot Mm}{r^2} \cdot dr$

zu leisten. Die für den Transport von r_0 bis r erforderliche Arbeit ergibt sich - Moment mal - durch Integration und Einsetzen der Grenzen zu

$$W = GmM \left(\frac{1}{r_0} - \frac{1}{r} \right).$$

Jan: Ausgezeichnet! W könnte man als Hubarbeit bezeichnen. Sie findet sich wieder als Zuwachs der potentiellen Energie W_{pot} der Masse m . Der größtmögliche Zuwachs ist zu erzielen, wenn m unendlich weit weggeschafft wird.

Daniel: Das bedeutet doch, dass für $r \rightarrow \infty$ die potentielle Energie der Masse m ihren Maximalwert erreicht hat?

Jan: Natürlich! Aber jetzt kommt etwas, das ungewohnt ist: Man schreibt dieser maximal möglichen Energie den Wert 0 zu. Die Folge davon ist, dass W_{pot} für alle endlichen Entfernungen r kleiner als Null ist. Es gilt also

$$W_{\text{pot}} = -\frac{GmM}{r}.$$

Daniel: Wenn sich die Masse m am betrachteten Ort mit der Geschwindigkeit v bewegt, hätte sie also die Gesamtenergie

$$W_{\text{ges}} = \frac{m}{2}v^2 - \frac{GmM}{r}.$$

Jan: Genau so ist es. Diese Beziehung wollen wir gleich einmal benutzen, um die Fluchtgeschwindigkeit v_{fl} zu berechnen. Darunter verstehen wir die Geschwindigkeit, die wir der Masse m erteilen müssen, um sie von einer Stelle, die den Abstand r vom Gravitationszentrum hat, nach einem unendlich fernen Ort zu schaffen. Versuch es mal!

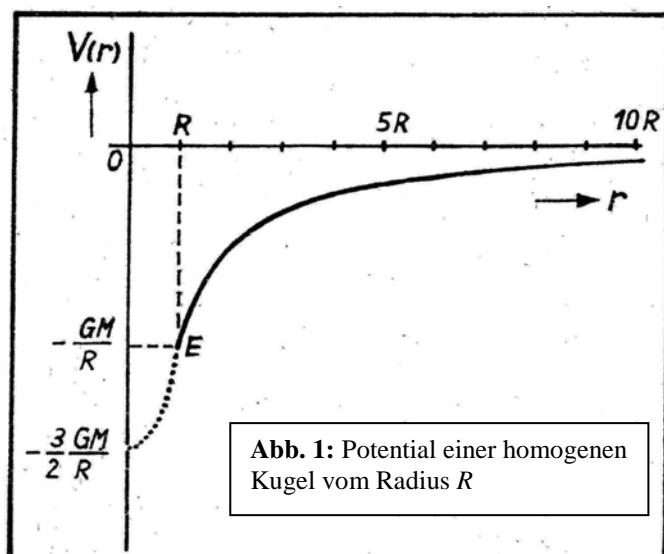
Daniel: Am Startort hat die Masse m sowohl kinetische als auch potentielle Energie. Im unendlich weit entfernten Ort, wo die Masse m zur Ruhe kommen möge, werden beide Glieder der Gleichung Null. Es gilt also

$$\frac{m}{2} \cdot v_{\text{fl}}^2 - \frac{GmM}{r} = 0 \quad \text{und folglich} \quad v_{\text{fl}} = \sqrt{2 \cdot \frac{GM}{r}}.$$

Jan: Bravo! Diese Formel werden wir später im Zusammenhang mit Schwarzen Löchern dringend benötigen. Aber vorher möchte ich dir noch etwas über das Gravitationsfeld und den Potentialtrichter erzählen. Unter Potential versteht man das Verhältnis der potentiellen Energie zur Masse m . Diese Größe ist unabhängig davon, ob m ein kleiner Meteorit, ein Raumschiff oder ein großer Mond ist.

Daniel: Sie ist ein Charakteristikum des Gravitationsfeldes der Masse M – nicht wahr?

Jan: Genau so ist es. In der Abbildung, die ich hier habe, ist das Potential als Funktion des Abstandes r vom Gravitationszentrum dargestellt (Volllinie in Abb. 1). Wenn du diese Kurve um die Ordinatenachse rotieren lässt, erhältst du einen Trichter, wie du ihn bei der Mündung einer Trompete vorfindest.



Daniel: Der Potentialtrichter, von dem du gesprochen hast?

Jan: Ja. Mit seiner Hilfe kannst du ein zweidimensionales Modell schaffen, dass die Bewegung der Masse m im Gravitationsfeld der Masse M darstellt. Stell dir zunächst einmal eine horizontale Ebene vor, über die eine kleine Kugel rollt. Reibung und Luftwiderstand sei vernachlässigbar. Dann bewegt sich die Kugel geradlinig und mit gleichbleibender Geschwindigkeit über die Ebene.

Daniel: Das ist eine Verkörperung des ersten Newtonschen Axioms, des Trägheitssatzes.

Jan: Ganz recht. Nun nimm einmal an, in einem bestimmten Bereich sei die Ebene durch unseren Potentialtrichter ersetzt.

Daniel: Die Kugel läuft schnurstracks oder auch in Spiralbahnen in ihn hinein und bleibt tief unten liegen. Bei einem Schwarzen Loch stelle ich mir einen besonders großen Trichter vor, der schon von weitem alles an sich zieht und verschlingt.

Jan: Hier muss ich dich etwas korrigieren! Deine Vorstellung ist allzu stark von der Erfahrung geprägt, die man in der Praxis mit solchen mechanischen Modellen macht. Diese haben alle den Nachteil, dass Reibung und Luftwiderstand das verfälschen, was man eigentlich zeigen will, nämlich das Wechselspiel zwischen Bewegungsenergie und Lagenenergie unter der Bedingung, dass die mechanische Energie erhalten bleibt.

Daniel: Ich glaube, ich weiß, was du meinst. Ich habe oft an Apparaten gestanden, die in Einkaufspassagen und Kaufhäusern stehen und in denen man Münzen in einem Trichter rollen lassen kann. Wenn nicht die Reibung wäre, käme der Besitzer des Apparates nie in den Besitz der Münzen.

Daniel: Richtig! Im Weltraum jedoch kann in erster Näherung von Reibung abgesehen werden. Das musst du beachten, wenn du Erfahrungen mit mechanischen Modellen auf Bewegungen kosmischer Körper überträgst.

Daniel: Das ist mir klar. Ich liege sicherlich richtig, wenn ich sage, dass eine Kugel, die weit entfernt von der Trichterachse den Rand des Trichters passiert, nur in der Richtung abgelenkt wird und dabei nichts an Bewegungsenergie verliert.

Jan: Richtig.

Daniel: Führt die ursprüngliche, aus großer Entfernung kommende Bahn näher an M heran, taucht die Kugel tiefer in den Trichter hinein, das heißt, sie verliert an Höhe (an potentieller Energie), wird dadurch schneller und kommt dem Mittelpunkt von M näher, um im umgekehrten Vorgang den Potentialtrichter wieder zu verlassen. Ist sie weit genug weg, hat sie wieder ihre ursprüngliche Bewegungsenergie.

Jan: Wenn man aus genügend großer Höhe auf das Modell blickt, sieht man eine hyperbolische oder parabolische Bahn.

Daniel: Elliptische oder kreisförmige Bahnen würde man sehen, wenn die Kugel den Trichter gar nicht verlässt (siehe Abb. 2).

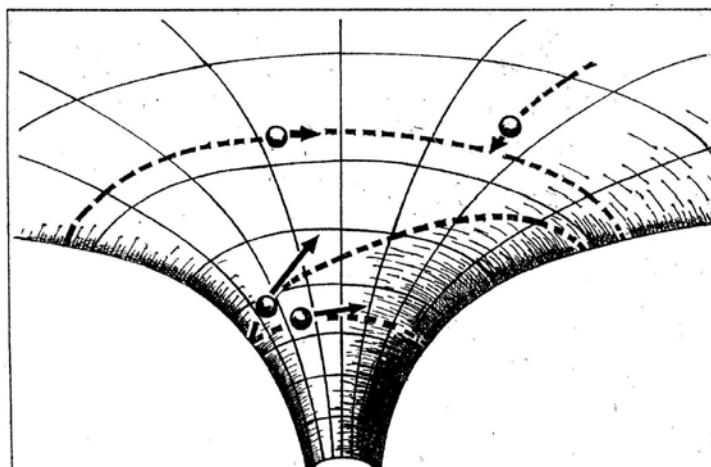


Abb. 2: Bahnen rollender Kugeln im Potentialtrichter

Jan: Ganz recht. Aber nun eine grundsätzliche Bemerkung: Die Ursache, dass solche Bahnformen entstehen, ist die entsprechende Krümmung der Fläche, auf der unsere Modellkugel rollt. In der Realität sind die Bahnen der Körper nicht an eine bestimmte vorgegebene Ebene gebunden. Es gibt beliebig viele davon; denn unsere Welt ist dreidimensional. Daher sagt man; dass die Bahnen in ihrer Form von einer Krümmung des Raumes diktiert werden.

Daniel: Wir brauchen also nicht die Fernwirkungskraft Newtons, die von einem Körper ausgeht und beim anderen anpackt. Die Masse M ruft eine Krümmung des Raumes hervor, die sich auf die Bewegung der Masse m auswirkt. Ich stelle mir dabei immer den Modellversuch vor, bei dem eine schwere Kreisscheibe auf eine horizontal ausgespannte Gummihaut gelegt wird, bevor man kleine Kugeln rollen lässt [Dirk Brockmann: Eine Unterrichtseinheit zum Thema „Relativitätstheorie“, 2. Teil, WiS!-Beitrag 1/2009, <http://www.wissenschaft-schulen.de/artikel/974598>].

Jan: Eine nützliche Vorstellung! Doch wir sollten uns die Kreisbahn noch etwas näher ansehen. Sie verläuft im Potentialtrichter in gleichbleibender Höhe. Das bedeutet, dass die Modellkugel stets die gleiche potentielle Energie hat und somit auch eine gleich bleibende kinetische Energie.

Daniel: Ich glaube, ich kann die Geschwindigkeit berechnen, welche die Kugel im Abstand r vom Gravitationszentrum haben muss! Die Kreisbewegung erfordert eine Zentripetalkraft, deren Größe sich aus der Beziehung

$$\text{Zentripetalkraft} = \text{Masse mal Radialbeschleunigung},$$

also aus

$$\frac{GMm}{r^2} = m \cdot \frac{v_K^2}{r}.$$

Daraus folgt:

$$v_K = \sqrt{\frac{GM}{r}}.$$

Jan: Sehr gut! Fällt dir etwas auf?

Daniel: Was sollte mir auffallen?

Jan: Nun – das $\sqrt{2}$ -fache von v_K ist die vorhin von uns berechnete Fluchtgeschwindigkeit.

Daniel: Tatsächlich! Das bedeutet also, dass ein um das Gravitationszentrum kreisender Körper uns auf Nimmerwiedersehen verlässt, wenn wir seine kinetische Energie verdoppeln.

Jan: Ja – und zwar auf einer Parabelbahn. Hyperbelbahnen ergeben sich, wenn wir die Bewegungsenergie auf mehr als das Zweifache erhöhen. – Eine Frage an dich: Was geschieht, wenn wir die Geschwindigkeit um weniger als das $\sqrt{2}$ -fache erhöhen?

Daniel: Dann erreicht die Kugel nicht den unendlich weit entfernten Trichterrand und kehrt im Bogen zurück. Es entsteht eine Ellipsenbahn, die außerhalb der ursprünglichen Kreisbahn liegt.

Jan: Und wie erzielen wir eine Ellipsenbahn, die näher an das Gravitationszentrum heranführt?

Daniel: Dazu muss die Geschwindigkeit v_K verringert werden.

Jan: Richtig! Der Körper m kann sich dann nicht mehr auf der Kreisbahn halten, er nähert sich auf elliptischer Bahn dem Gravitationszentrum, wobei er an potentieller Energie verliert und schneller wird. Seine erhöhte Bewegungsenergie reicht aus, um ihn vom Punkt größter Annäherung wieder zum Ausgangspunkt auf der Kreisbahn zurückzuschaffen.

Daniel: Wenn es im Kosmos nun aber doch eine Reibung gäbe, würde es der Körper m nicht ganz schaffen – nicht wahr?

Jan: Ja.

Daniel: Und er würde sich dann auf spiraliger Bahn immer mehr dem Gravitationszentrum nähern, so wie die Kugel in unserem leider so unvollkommenen Modellversuch?

Jan: Genau so ist es!

Daniel: Wie ich gelesen habe, soll sich dieser Vorgang in der Akkretionsscheibe abspielen, die ein noch wachsendes Schwarzes Loch umgibt.

Jan: Die Gas- und Staubteilchen, aus denen solche Scheiben bestehen, gehorchen der Formel, die du vorhin abgeleitet hast, d. h. die Teilchen umkreisen das Schwarze Loch um so schneller, je näher sie ihm sind. Stellt man sich die Akkretionsscheibe aus konzentrischen Schichten aufgebaut vor, dann kann man sagen, dass jede Schicht durch Reibung an der benachbarten, weiter außenliegenden (und daher langsameren) Schicht abgebremst wird. So kommt es dazu, dass dem Schwarzen Loch auf Spiralbahnen Materie zugeführt wird.

Daniel: Das habe ich verstanden. Völlig unklar ist mir aber noch, wieso diese Materie unwiederbringlich im Schwarzen Loch verschwinden kann.

Jan: Das ist schnell gesagt. Wir hatten vorhin den Ausdruck für die Fluchtgeschwindigkeit v_{FL} berechnet. Wenn die Materie tief genug in den Gravitationstrichter abgesunken ist, d. h. also, die Entfernung r vom Gravitationszentrum genügend klein geworden ist, dann wird v_{FL} gleich der Lichtgeschwindigkeit. Das bedeutet, dass selbst Lichtquanten diesen Bereich des Gravitationsfeldes nicht mehr verlassen können. Man spricht vom „Ereignishorizont“. Alles, was dahinter liegt, ist nicht mehr von dieser Welt.

Daniel: Das ist geradezu unheimlich! – Aber ich habe doch noch eine Frage. Ich glaube, dass ein solcher Ereignishorizont sogar bei jedem Planeten auftreten müsste, wenn man sich seinem Schwerpunkt nur genügend weit nähert, d. h. r ausreichend klein werden lässt.

Jan: ...was aber nicht geht, weil der Körper des Planeten im Wege ist.

Daniel: Ich kann doch aber – zumindest theoretisch – einen Schacht bis zum Planetenmittelpunkt treiben, und in diesem würde für $r \rightarrow 0$ und das Potential gegen $-\infty$ gehen.

Jan: Das stimmt nicht.

Daniel: Wieso? Wir hatten doch vorhin ganz klar festgestellt, dass man das Gravitationsfeld einer kugelförmigen Masse so beschreiben kann, als ob es von einer punktförmigen erzeugt wäre.

Jan: Oh je, da war ich nicht exakt genug! Die Feststellung gilt zwar, aber nur für den Außenraum der Kugel. Gehen wir darauf noch kurz ein! Für eine Hohlkugel der Masse M lässt sich zeigen, dass sich ihre Gravitation auf eine Masse m im Inneren überhaupt nicht auswirkt, d. h. m ist ohne Arbeitsleistung verschiebbar, das Potential konstant. Ist R der äußere Radius der Hohlkugel, dann müsste sich in der Darstellung des Potentialverlaufs (siehe Abb. 1) für $r \leq R$ eine Gerade parallel zur Abszissenachse an die Hyperbel anschließen.

Daniel: Hohlkugeln sind für uns uninteressant! Wie ist es bei homogenen Vollkugeln?

Jan: Stell dir einen Punkt im Inneren vor, der den Abstand r^* vom Kugelmittelpunkt hat. Er hat eine Hohlkugel mit Innenradius r^* „über sich“ und eine Vollkugel mit Radius r^* „unter sich“. Die Hohlkugel können wir aus der Betrachtung herauslassen. Es verbleibt nur die Wirkung der Vollkugel.

Daniel: Wir müssen also beachten, dass in der Formel für die Berechnung des Potentials nicht die Gesamtmasse M der Kugel, sondern nur die Masse der Kugel vom Radius r^* einzusetzen ist.

Jan: Genau! Dadurch bekommt man eine quadratische Abhängigkeit vom Abstand r . Die Hyperbel des Außenraums wird also für $r < R$ durch eine Parabel ergänzt (punktierter Kurve in Abb. 1). Das an der Kugeloberfläche vorliegende Potential $-\frac{GM}{R}$ fällt zum

Kugelmittelpunkt hin auf den Wert $-\frac{3}{2} \cdot \frac{GM}{R}$ ab.

Daniel: Meine Idee, bei beliebigen Himmelskörpern eine Fluchtgeschwindigkeit von der Größe der Lichtgeschwindigkeit zu erreichen, indem man sich in einem Schacht dem Gravitationszentrum so weit wie möglich nähert, ist damit hinfällig.

Jan: Richtig! Und wie steht es mit der Gravitationskraft?

Daniel: Diese erhalte ich ja durch Differentiation des Potentials, das für $0 < r < R$ eine quadratische Funktion ist. Deren Ableitung ist eine lineare Funktion von r . Die Kraft ist gleich Null im Zentrum und steigt linear mit dem Abstand bis auf die an der Oberfläche vorliegende Gewichtskraft an.

Jan: Dem ist nichts hinzuzufügen! - Hier habe ich ein Bild, das noch einige quantitative Aspekte klar macht (Abb. 3). Die jeweils untereinander gezeichneten Potentialtrichter werden von einer Zentralmasse gleicher Größe M erzeugt. Die links dargestellten Trichter beziehen sich auf eine 4mal größere Zentralmasse als die Trichter rechts. Welchen Einfluss hat die Masse M ?

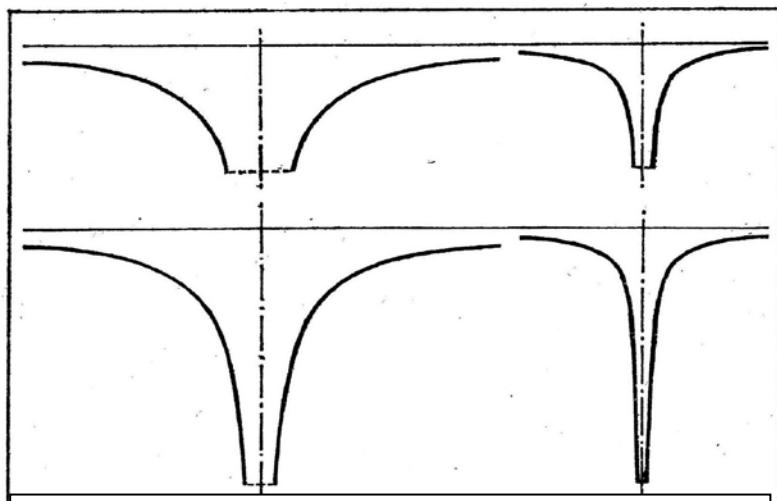


Abb. 3: Potentialtrichter gleicher Masse (untereinander angeordnet) und gleichen Verhältnisses M/R (nebeneinander angeordnet). Die linke Masse ist 4mal größer als die rechte.

Daniel: Links stellt sich derselbe Wert des Potential $V(r)$ für einen 4mal größeren Abstandswert r ein. Das heißt also, dass die größere Zentralmasse so etwas wie einen Vulkankrater erzeugt, während der Potentialtrichter der kleinen Masse mehr an das Erdloch erinnert, das der Gärtner mit seinem Pflanzholz in den Erdboden drückt.

Jan: Das Pflanzloch hat steilere Wände. Was bedeutet das?

Daniel: Größere Gravitationskraft, im Beispiel 4mal stärker, weil Steigung 4fach größer.

Jan: Exakt! – Bisher haben wir die nebeneinanderstehenden Potentialtrichter verglichen. Vergleiche nun bitte die untereinanderstehenden!

Daniel: Jetzt geht es offensichtlich um die Tiefe des Trichters.

Jan: Genauer! Unter welcher Bedingung sind beide Trichter gleich tief?

Daniel: Weiß ich nicht!

Jan: Ich helfe dir: Gleiche Tiefe bedeutet gleiche Fluchtgeschwindigkeit.

Daniel: Ach, natürlich! In der Formel für die Fluchtgeschwindigkeit muss der Quotient M/r in beiden Fällen gleich sein. Dabei ist für r jetzt der Radius R des Himmelskörpers zu setzen.

Jan: Jawohl! Gleich tiefe Trichter liegen vor, wenn M/R gleich ist.

Daniel: Das heißt also, ich kann auch bei einer 1000mal kleineren Masse dieselbe Fluchtgeschwindigkeit vorfinden, nämlich dann, wenn der Radius R des Körpers auf ein Tausendstel verkleinert wird.

Jan: Dabei ist zu bedenken, dass sich das Volumen auf ein Milliardstel verkleinert, die Dichte also enorm ansteigt.

Daniel: Ich finde das alles fantastisch, und es ist dir zu verdanken, dass ich jetzt etwas mehr davon verstehe.

Jan: Noch ein Hinweis von mir: Über die wunderbaren optischen Erscheinungen, die das Schwarze Loch hervorruft, kannst du dich an anderer Stelle informieren: [Ute Kraus: Reiseziel: Schwarzes Loch, Sterne und Weltraum, November 2005, sowie didaktisches Material bei WiS! 11/2005, <http://www.wissenschaft-schulen.de/artikel/792697>].

Aufgabe 1:

Im Beitrag von Simon White ist die Rede von einem Neutronenstern mit der Masse der Sonne und der Größe Berlins. Man nehme an, dass mit der Größenangabe ein Durchmesser von etwa 15 km gemeint ist. Wie groß ist die Fluchtgeschwindigkeit von der Oberfläche des Neutronensterns?

Lösung:

Masse der Sonne $1,99 \cdot 10^{30} \text{ kg}$

Gravitationskonstante $G = 6,67 \cdot 10^{-11} \text{ m}^3 \text{ kg}^{-1} \text{ s}^{-2}$

Radius des Neutronensterns 7500 m

Daher ergibt sich für die Fluchtgeschwindigkeit

$$v_{\text{Fl}} = \sqrt{\frac{13,34 \cdot 10^{-11} \cdot \text{m}^3 \text{kg}^{-1} \text{s}^{-2} \cdot 1,99 \cdot 10^{30} \cdot \text{kg}}{7500 \cdot \text{m}}}$$

$$\underline{v_{\text{Fl}} = 188\,000 \text{ km/s}}$$

Obwohl der Durchmesser des Neutronensterns nur ein Hunderttausendstel des Sonnendurchmessers beträgt, ist die Fluchtgeschwindigkeit noch deutlich kleiner als die Lichtgeschwindigkeit.

Aufgabe 2:

Bei einigen besonders massereichen Sternen kann der Zusammensturz noch weiter gehen, so dass ein Schwarzes Loch entsteht. Auf welchen Durchmesser müsste die Kugel der Sonne komprimiert werden, damit sie ein Schwarzes Loch wird?

Lösung:

Aus der Formel für die Fluchtgeschwindigkeit ergibt sich

$$r = \frac{2GM}{v_{\text{Fl}}^2} .$$

Die gravitierende Masse wird zum Schwarzen Loch, wenn die Fluchtgeschwindigkeit gleich der Lichtgeschwindigkeit wird. Es gilt also

$$r = \frac{13,34 \cdot 10^{-11} \text{ m}^3 \text{kg}^{-1} \text{s}^{-2} \cdot 1,99 \cdot 10^{30} \text{ kg}}{(3 \cdot 10^8 \cdot \text{m s}^{-1})^2}$$

$$\underline{r = 2,95 \cdot 10^3 \text{ m}}$$

Die Sonnenmasse müsste in einer Kugel von knapp 3 km Radius konzentriert sein.

Aufgabe 3:

Man beantworte die entsprechende Frage für die Erde!

Lösung:

Die Masse unserer Erde müsste als kleine Kirsche vorliegen (Radius = 0,88 cm).