

Aufgabe 45: Integral ist Fläche (1+1+1+1+1+1+1+2=9 Punkte)

Elementare Umformungen (z.B. Verschieben, Skalieren, Potenzreihenentwicklung) und geometrisch-anschauliche Überlegungen (z.B. gerade/ungerade) reichen aus, um die Werte der folgenden acht Integrale zu ergründen. [„Hauptsatz“ hier verboten (und unrentabel)]

$$J_1 = \int_0^4 dx (5 - 3|x - 2|)$$

$$J_2 = \int_0^3 dx \left[1 + \ln\left(\frac{\sqrt{1+x^2} + 1}{x}\right) + \ln\left(\frac{\sqrt{1+x^2} - 1}{x}\right) \right]$$

$$J_3 = \int_{-3}^4 dx \frac{2x - \sin^2(2x - 1)}{\cos^2(2x - 1)}$$

$$J_4 = \int_0^6 dx \left(\frac{1}{1 + (x - 4)^2} + \frac{(x - 2)^2}{x^2 - 4x + 5} \right)$$

$$J_5 = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^{15\varepsilon} dx \frac{x \cosh(x) - \sinh(x)}{\varepsilon x^3}$$

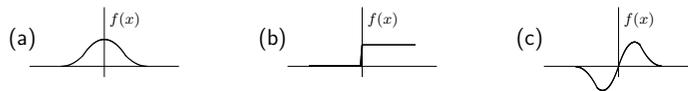
$$J_6 = \lim_{a \rightarrow \infty} \int_a^{a+2} dx (x\sqrt{4+x^2} - x^2)$$

$$J_7 = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^\varepsilon dx \frac{2}{x\varepsilon^2} \left(\cosh(2x) - \sqrt{1 + 2\sqrt{6x} \sinh(x) - 6x^2} \right)$$

$$J_8 = -\beta \partial_\beta \ln \left(\int_0^\infty dx \frac{x}{e^{\beta x} + 1} \right)$$

Aufgabe 46: Stammfunktionen malen (1+1+1=3 Punkte)

Skizzieren Sie zu den folgenden Funktionen $f(x)$ je eine Stammfunktion $F(x)$:
[Hinweis: Stammfunktion ist diejenige Funktion $F(x)$, welche $F'(x) = f(x)$ erfüllt.]



- Bitte heften Sie – falls Sie uns nicht schon vom WS07/08 bekannt sind – einen Zettel mit Name, Vorname, Matr.-Nr. und Studienfach an, den wir abreißen und behalten dürfen.
- Auf der Bearbeitung selbst vermerken Sie bitte – auch künftig – oben rechts Ihren Namen, sowie das Kürzel Ihres Tutors (SB, DB, DR, MS, DK), bzw (V) bei Abholung in der Vorlesung.
- Es sind alle Aufgaben zu lösen, und zwar alle in.
- Klausur am Montag, dem 21. 7. 2008.
- Homepage der Vorlesung ist <http://www.physik.uni-bielefeld.de/~yorks/emtp2>

Aufgabe 47: Stammfunktionen finden (1+1+1=3 Punkte)

Bestimmen Sie Stammfunktionen der folgenden Funktionen per „Kandidaten-Methode“:

- (a) $\frac{1}{x^n} = \partial_x [?]$ [für $n \neq 1$]
 (b) $\frac{2 \cos(x)}{(3 + \sin(x))^{1/3}} = \partial_x [?]$
 (c) $x \sin(x) = \partial_x [?]$

Aufgabe 48: Existenz von Integralen (1+1+1=3 Punkte)

Untersuchen Sie, ob die folgenden Integrale existieren. [Auswertung also nicht nötig]

- (a) $\int_1^\infty dx \frac{1}{2\sqrt{x}}$
 (b) $\int_0^1 dx \frac{1}{2\sqrt{x}}$
 (c) $\int_0^\pi dx \frac{1}{1 - \cos(x)}$

Aufgabe 49: Dünner Stab in 1D (2 Punkte)

Ein (unendlich dünner) Stab liegt auf der x-Achse und erstreckt sich von $x = 0$ bis $x = L$. Er wird zum Ende hin immer schwerer: seine (lineare) Massendichte beträgt $\sigma(x) = x \sigma_0$, mit konstantem σ_0 . Berechnen Sie seine Gesamtmasse M und die Schwerpunktskoordinate R_1 .

Aufgabe 50: Äquipotential-Linien (1 Punkt)

In zwei Dimensionen (2D) hat ein Potential seine Äquipotential-Linien (also Linien in der xy-Ebene, auf denen das Potential seinen Wert nicht ändert). Welche Form haben jene von $V(\vec{r}) = e^{-3 \arctan(9y^2/a^2 + 5 + x^2/a^2)}$?

Aufgabe 51: Gravitationspotential eines Stabes (2.5+1.5=4 Punkte)

-
- (a) Welches gewöhnliche Integral liefert das Potential $V(\vec{r})$ der Kraft, die auf eine Probemasse m in der Umgebung eines Stabes wirkt? Der Stab erstrecke sich auf der z-Achse von 0 bis L , sei unendlich dünn, und habe konstante lineare Massendichte σ . [nützliche Variable: $x^2 + y^2 =: \rho^2$.] $V(\vec{r}) = ?$
 [Hier ist nun zur Auswertung des Integrals der „Hauptsatz“ erlaubt. Wenn Sie eine Integral-tabelle benutzen, zitieren und testen (ableiten) nicht vergessen.]
- (b) Lassen wir die Länge L anwachsen, so sollte das im WS bei Aufgabe 37 angegebene $V(\vec{r}) = \gamma m \sigma \ln(\sqrt{z^2 + \rho^2} - z)$ entstehen. Ist es so? (begründen!) Dieses Grenzfall- V hat sehr einfache Äquipotentialflächen (jene Flächen, auf denen V überall den gleichen Wert hat), nämlich welche?

Übungen zu EMTP II Blatt Nr. 17 22.04.2008

[Abgabe 29.04 vor der Vorlesung]

Aufgabe 52: Partialbruchzerlegung (1+1+1=3 Punkte)

Werten Sie die folgenden Integrale durch Partialbruchzerlegung des Integranden aus.

(a) $\int_a^b dx \frac{1+x+x^2}{x^2+x^3} = ?$

(b) $\int_a^b dx \frac{4x}{1-x^4} = ?$

(c) $\int_a^b dx \frac{1-2x-x^2}{1+x+x^2+x^3} = ?$

Aufgabe 53: partielle Integration (1+1+1=3 Punkte)

Werten Sie die folgenden Integrale durch partielle Integration aus.

(a) $\int_a^b dx x \cos(x) = ?$

(b) $\int_a^b dx x^2 e^{-x} = ?$ [Hier muss zweimal partiell integriert werden.]

(c) $\int_a^b dx \sin^2(x) = ?$

Aufgabe 54: Substitution (1+0.5+1.5=3 Punkte)

Werten Sie die folgenden Integrale durch Substitution aus.

(a) $\int_a^b dx \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} = ?$ [$x = \sin(y)$ könnte helfen]

(b) $\int_a^b dx \cos(x) \sin^2(x) = ?$ [$u = \sin(x)$ könnte helfen]

(c) $\int_a^b dx \frac{1}{\sin(x)} = ?$ [$t = \tan(x/2)$ könnte helfen]

Aufgabe 55: Schwingungsdauern T (1+1+1.5+1.5=5 Punkte)

Für eine Schwingung in einem geradem Potential (also $V(-x) = V(x)$) mit rechtem Umkehrpunkt a gilt für die Schwingungsdauer $T = 4 \sqrt{\frac{m}{2}} \int_0^a dx \frac{1}{\sqrt{E-V(x)}}$.

Vorweg: zu gegebenem $V(x)$ und a ist natürlich die Energie $E = ?$

(a) Test. Zum 1D Oszillator ist $V(x) = \frac{m}{2} \omega^2 x^2$ und es muß unbedingt $T = 2\pi/\omega$ herauskommen. Wie geht es dabei zu?

(b) Auch zu $V(x) = \beta|x|/a$ können wir unsere Integrierkunst testen. $T = ?$

(c) $V(x) = \beta \ln(|x|/a)$. Wie substituieren wir hier? Geht $x = e^{\cdot}$? $T = ?$ [$\int_0^\infty dx e^{-x^2} = \frac{1}{2}\sqrt{\pi}$]

(d) Und hier? Die Erde sei \approx punktförmig und auf der N-S-Achse (x -Achse) durchbohrt. Ein kosmisches Teilchen (m) schwingt in $(-a, a)$ ständig hindurch: $T = ?$

Aufgabe 52:

(a) $\text{Int} = \int_a^b dx \left(\frac{1}{x^2} + \frac{1}{1+x} \right) = \left[-\frac{1}{x} + \ln(1+x) \right] \Big|_{x=a}^b$

(b) $\text{Int} = \int_a^b dx \left(\frac{2x}{1+x^2} + \frac{2x}{1-x^2} \right) = \left[\ln(1+x^2) - \ln(1-x^2) \right] \Big|_{x=a}^b$

(c) $\text{Int} = \int_a^b dx \left(\frac{1}{1+x} - \frac{2x}{1+x^2} \right) = \left[\ln(1+x) - \ln(1+x^2) \right] \Big|_{x=a}^b$

Aufgabe 53:

(a) lese Integrand als $u'v$ mit $u' = \cos(x)$, $v = x$; $u = \sin(x)$

$\text{Int} = [x \sin(x)] \Big|_{x=a}^b - \int_a^b dx \sin(x) = [x \sin(x) + \cos(x)] \Big|_{x=a}^b$

(b) lese Integrand als $u'v$ mit $u' = e^{-x}$, $v = x^2$; $u = -e^{-x}$

$\text{Int} = [x^2(-e^{-x})] \Big|_{x=a}^b - \int_a^b dx 2x(-e^{-x})$

nochmal, mit $v = 2x$

$\text{Int} = [x^2(-e^{-x}) + 2x(-e^{-x})] \Big|_{x=a}^b - \int_a^b dx 2(-e^{-x}) = [-(x^2 + 2x + 2)e^{-x}] \Big|_{x=a}^b$

(c) lese Integrand als $u'v$ mit $u' = \sin(x)$, $v = \sin(x)$; $u = -\cos(x)$

$\text{Int} = [-sc] \Big|_{x=a}^b + \int_a^b dx c^2 = [-sc] \Big|_{x=a}^b + \int_a^b dx (1-s^2) = [-sc + x] \Big|_{x=a}^b - \int_a^b dx s^2$

nun den letzten Term auf die linke Seite der Glg bringen (und durch 2 teilen)

$\text{Int} = \left[\frac{1}{2}(x - \sin(x) \cos(x)) \right] \Big|_{x=a}^b$

Aufgabe 54:

(a) Subst $x = \sin(y)$; $dx = dy \cos(y)$; setze $A = \arcsin(a)$, $B = \arcsin(b)$

$\text{Int} = \int_A^B dy \frac{\cos(y)}{\sqrt{1-\sin^2(y)}} = \int_A^B dy = [y] \Big|_{y=A}^B = [\arcsin(x)] \Big|_{x=a}^b$

(b) Subst $u = \sin(x)$; $du = dx \cos(x)$; setze $A = \sin(a)$, $B = \sin(b)$

$\text{Int} = \int_A^B du u^2 = \left[\frac{1}{3} u^3 \right] \Big|_{y=A}^B = \left[\frac{1}{3} \sin^3(x) \right] \Big|_{x=a}^b$

(c) Subst $t = \tan(x/2)$; $dt = dx \frac{1}{2 \cos^2(x/2)} = dx \frac{c^2+s^2}{2c^2} = dx \frac{1+t^2}{2} \Leftrightarrow dx = dt \frac{2}{1+t^2}$

und (s. Vorl) $\sin(x) = 2 \sin(x/2) \cos(x/2) = \frac{2sc}{c^2+s^2} = \frac{2t}{1+t^2}$; setze $A = \tan(a/2)$, $B = \tan(b/2)$

$\text{Int} = \int_a^b dx \frac{dx}{\sin(x)} = \int_A^B dt \frac{dt}{t} = [\ln|t|] \Big|_{t=A}^B = [\ln|\tan(x/2)|] \Big|_{x=a}^b$

Aufgabe 55:

vorweg: $E = V(a)$

(a) $T = 4 \sqrt{\frac{m}{2}} \int_0^a \frac{dx}{\omega \sqrt{a^2-x^2}} \stackrel{x \rightarrow ax}{=} \frac{4}{\omega} \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} = \frac{2\pi}{\omega}$

letzter Schritt: z.B. Subst $x = \sin(y)$, $dx = dy \cos(y)$; $\text{Int} = \int_0^{\pi/2} dy \frac{c}{\sqrt{1-s^2}} = \int_0^{\pi/2} dy = \frac{\pi}{2}$

oder z.B. $\text{Int} = \int_0^1 dx \partial_x \arcsin(x) = \arcsin(1) - \arcsin(0) = \frac{\pi}{2} - 0$

(b) $T = 4 \sqrt{\frac{m}{2}} \int_0^a \frac{dx}{\sqrt{\beta} \sqrt{1-x/a}} \stackrel{x \rightarrow ax}{=} 4 \sqrt{\frac{m}{2}} \frac{a}{\sqrt{\beta}} \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{1-x}} = \sqrt{\frac{8ma^2}{\beta}} \int_0^1 dx \partial_x [-2\sqrt{1-x}] = \sqrt{\frac{32ma^2}{\beta}}$

(c) $T = 4 \sqrt{\frac{m}{2}} \frac{a}{\sqrt{\beta}} \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{-\ln(x)}} = \sqrt{\frac{8\pi ma^2}{\beta}}$

letzter Schritt: z.B. Subst $x = e^{-y^2}$, $dx = -2y dy e^{-y^2}$; $\text{Int} = 2 \int_0^\infty dy e^{-y^2} = 2 \sqrt{\frac{\pi}{2}}$

(d) $V = -\frac{\gamma m M_e}{|x|}$; $T = 4 \sqrt{\frac{m}{2}} \frac{a^{3/2}}{\sqrt{\gamma m M_e}} \int_0^1 dx \sqrt{\frac{x}{1-x}} = \sqrt{\frac{2\pi^2 a^3}{\gamma M_{\text{Erde}}}}$

letzter Schritt: $\text{Int} = -\int_0^1 dx \partial_x \left[\sqrt{x(1-x)} + \frac{1}{2} \arctan\left(\frac{1-2x}{2\sqrt{x(1-x)}}\right) \right] = -\frac{1}{2} \arctan(-\infty) + \frac{1}{2} \arctan(\infty) = \frac{\pi}{2}$

oder z.B. per [Bronstein, 1.1.3.4.39]: $\int_0^1 dx x^\alpha (1-x)^\beta = \frac{\Gamma(\alpha+1)\Gamma(\beta+1)}{\Gamma(\alpha+\beta+2)}$, bei $\alpha = \frac{1}{2}$, $\beta = -\frac{1}{2}$ und mit

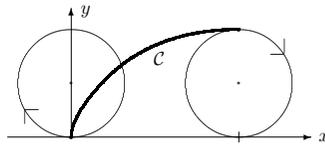
$\Gamma(1/2) = \sqrt{\pi}$, $\Gamma(3/2) = \sqrt{\pi}/2$, $\Gamma(2) = 1$

oder z.B. per Subst $y = \sqrt{\frac{1-x}{x}}$, $dy = \frac{1}{2} \frac{dx}{\sqrt{1-x}} \left(-\frac{1}{x^2}\right) = dx \sqrt{\frac{x}{1-x}} \frac{(1+y^2)^2}{-2}$; $\text{Int} = 2 \int_0^\infty \frac{dy}{(1+y^2)^2} = \int_0^\infty dy \partial_y [\arctan(y) + \frac{y}{1+y^2}] = \arctan(\infty) = \frac{\pi}{2}$

[Abgabe 06.05 vor der Vorlesung ; am 01.05. finden keine Übungen statt]

Aufgabe 56: Zykloide (2+1+1+1=5 Punkte)

Die skizzierte Bahn C wird vom Randpunkt eines Rades (R) durchlaufen, das die x -Achse entlang rollt. Weil C bei jeder Winkelgeschwindigkeit des Rades entsteht, dürfen wir diese konstant $=: \omega$ setzen. $\vec{r}(t) = R \cdot (? , ?)$



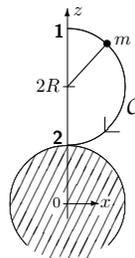
Bei Teil (a) bis (d) empfiehlt sich $\omega t =: \tau$ als Parameter der Kurve, und natürlich $\sin(\tau) =: s$ etc.

- (a) Welche Länge L hat das Kurvenstück C ? (Bronstein sagt $L = 4R$. Ob das stimmt?)
- (b) Wenn eine Masse m mit viel Schwung ab Ursprung entlang C die Höhe $2R$ erreicht, nimmt ihre kinetische Energie ab: das System mußte Arbeit verrichten. Wie wertet sich das Arbeit-Kurvenintegral A längs C explizit aus? [Hier ist $R \ll R_{\text{Erde}}$.]
- (c) Welche Fläche F liegt im Intervall $(0, \pi R)$ unter der Kurve C ?
- (d) Ob es sich bei C etwa um die Bahn einer Ladung (m, q) in den Feldern $\vec{E} = (0, E, 0)$, $\vec{B} = (0, 0, B)$ handelt? Prüfen Sie direkt nach, ob $\vec{r}(t)$ Newtons Bewegungsgleichung löst. Welche Winkelgeschwindigkeit ω und welchen Radius R hat also „das zugehörige Rad“? [Newton? Felder? Am Anfang vom Kapitel 3 ...]

Aufgabe 57: Schiffschaukel — und $\int_C d\vec{r} \cdot \vec{K}$ (3 Punkte)

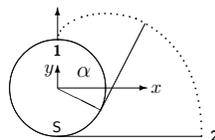
Schützenfest. Der Kahn (m , punktförmig) wird zunächst langsam auf einem Kreis (R) von $(0, 0, R)$ nach Punkt 1 bei $(0, 0, 3R)$ gefahren. Und dort gehts nun los. Keine Reibung, das Gestänge ist masselos.

Rechnen Sie die (positive) Arbeit A , welche die Gravitationskraft am System bis zum Erreichen des Fußpunktes 2 verrichtet, explizit als Kurvenintegral aus. Vorab notieren Sie natürlich, was dabei herauszukommen hat.



Aufgabe 58: Kurvenintegrale (1+1+2=4 Punkte)

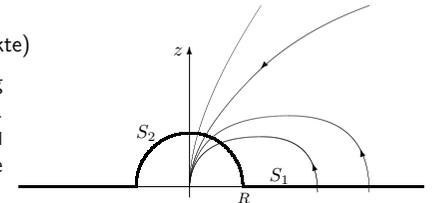
- (a) Der $\sin(x)$ bildet zwischen 0 und π einen Torbogen (Skizze!). Wie lang mag er sein? [Integral angeben genügt; Auswertung schwierig (Tabelle: elliptisch..)]
- (b) Ein Draht mit homogen verteilter Masse M wurde zu einem Viertelkreis (Radius a) gebogen. Masse/Länge $\sigma = ?$ Wo liegt der Schwerpunkt $\vec{R} = ?$ Ist wirklich $|\vec{R}| < a$ herausgekommen?
- (c) Welche Länge L hat der punktierte Weg, den ein Stein zurücklegt, welcher an einem um die Erde (R) gewickelten Faden hängt, am Nordpol (Punkt 1) hochgeworfen wird und schließlich die skizzierte Horizontale bei 2 erreicht? [Guter Parameter ist der Winkel α zwischen y -Achse und Fadenablösepunkt: $\vec{r}(\alpha) = \dots + \dots = ?$]



[Abgabe 13.05 vor der Vorlesung]

Aufgabe 59: Strom I durch Fläche (2+2=4 Punkte)

Überall in der oberen Atmosphäre möge Ladung fließen, mit Stromdichte $\vec{j} = \alpha(r^2 \vec{e}_3 - 3z\vec{r})/r^5$. Weil sich dabei nirgends Ladung anhäuft [später: weil „ $\nabla \cdot \vec{j} \equiv 0$ “], sollte der Strom I_S durch die gesamte Fläche $S = S_1 + S_2$ schlicht Null sein.



- (a) Rechnen Sie zuerst den Anteil I_1 durch die R -Kreis-gelochte (und ansonsten unendliche) xy -Ebene aus (per Flächenintegral, „außen“ ist oben).
- (b) Werten Sie den Anteil I_2 durch die R -Halbkugel-Oberfläche S_2 („außen“ ist außen) explizit als Oberflächenintegral aus. [günstig: Polarkoordinaten $\vec{r}(\rho, \varphi) = (\rho \cos \varphi, \rho \sin \varphi, \sqrt{R^2 - \rho^2})$]

Aufgabe 60: Flächenintegral (2+1+1+2=6 Punkte)

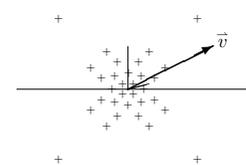
Die Erde (Radius R) ist eine Scheibe und liegt in der xy -Ebene (Zentrum = Ursprung). Ihre Masse M ist homogen verteilt, d.h. die konstante Masse/Fläche der Scheibe ist $\sigma = ?$ Eine Raumsonde (m) bei \vec{r} spürt den negativen Gradienten des Potentials V der Scheibe.

- (a) Schreiben Sie $V(\vec{r})$ als ebenes Flächenintegral auf, und zwar in Polarkoordinaten. [Vorsicht, davon gibt's 2 Sorten: ρ' und φ' grasen die Scheibe ab, $\vec{r} = (\rho \cos(\varphi), \rho \sin(\varphi), z)$ positionieren die Sonde.]
- (b) Aus Symmetriegründen kann V nicht von φ abhängen. Auch das bei (a) notierte Doppelintegral sollte diese Unabhängigkeit zeigen. Wie gelingt das?
- (c) Anschaulich ist auch klar, auf welchen asymptotisch führenden Term $V_\infty = ?$ sich V bei $r \rightarrow \infty$ reduzieren muß. Folgt auch dies aus Ihrem \iint von (a)?
- (d) Bleibt die Sonde auf der z -Achse, so sind die Integrale für $V(0, 0, z)$ ausführbar. Welcher Term bleibt übrig (V -Konstante weglassen!), wenn z so klein wird, daß man gegen 1 kein $O(z^2/R^2)$ mehr wahrnehmen kann?

[Bei Integrand $\sqrt{1 - \text{trig}(x)}$ ist oft Substitution $\text{trig}(x) = u$ ein Versuch wert (trig = eine der trigonometrischen Fktn).]

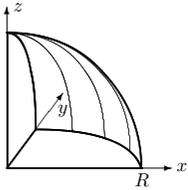
Aufgabe 61: Meteorologie per Integral (2+2+1=5 Punkte)

Gewitterwolke. Nach Blitzschlag fliegt eine positiv geladene Wolke mit konstanter Geschwindigkeit $\vec{v} = (v_1, 0, v_3)$ nach rechts-oben weiter ($v_3 > 0$). Ladungs- und Stromdichte erfüllen den Raum: $\rho(\vec{r}, t) = (b/\sqrt{\pi a^2})^3 \exp[-(\vec{r} - \vec{v}t)^2/a^2]$, $\vec{j}(\vec{r}, t) = \rho(\vec{r}, t) \cdot \vec{v}$.



- (a) Welche Dimensionen haben die Konstanten a und b ? Welche Gesamtladung $Q = \int dx dy dz \rho$ hängt zur Zeit $t = 0$ im Raum? [Per Verschiebetrick wird klar, daß auch zu jeder späteren Zeit diese Gesamtladung Q vorliegt; Nützliches Integral (s. Skript S.67): $\int dx e^{-x^2} = \sqrt{\pi}$]
- (b) Welcher Strom $I(t)$ — als ebenes Flächenintegral auszuwerten — fließt durch die Ebene $z = 0$?
- (c) Das Felder-Paar $\rho(\vec{r}, t)$, $\vec{j}(\vec{r}, t)$ muß $\partial_t \rho + \partial_x j_1 + \partial_y j_2 + \partial_z j_3 = 0$ (die sog. *Kontinuitätsgleichung*) erfüllen. Ist es so? [beim Ableiten nach t ist \vec{r} fest, beim Ableiten nach x sind t, y, z fest usw.]

Aufgabe 62: Volumenintegral, Kugelkoord. (1+2=3 Punkte)



Das skizzierte Achtel (Masse M) einer Kugel (R) wurde aus einem homogenem Material hergestellt.

- (a) Berechnen Sie das Volumen V in Kugelkoordinaten. Welche Massendichte ρ hat die Achtelkugel folglich?
- (b) Wo liegt der Schwerpunkt ($R_1 = ?$, $R_2 = ?$, $R_3 = ?$) des Körpers? [Richtig, jedes dieser drei Volumenintegrale müßte zum gleichen Resultat führen. Trotzdem ausführen, weil es sich mit dem Ziel vor Augen so schön rechnet.]

Aufgabe 63: Kugelförmige Sterne: $\rho(r)$ (1+1+2=4 Punkte)

Aus der Vorlesung kennen Sie das Gravitationspotential für eine kugelförmige Massenverteilung, $V(r) = -\gamma m \frac{2\pi}{r} \int_0^\infty dr' r' \rho(r') \left(\sqrt{(r+r')^2} - \sqrt{(r-r')^2} \right)$.

- (a) Schreiben Sie $V(r)$ ohne Wurzeln/Beträge, d.h. als $V(r) = -\gamma m 4\pi \left(\frac{1}{r} \int_0^r \dots + \int_r^\infty \dots \right)$
- (b) Unterstellt man der Erde konstante Dichte, so daß $\rho(r' \leq R) \approx \rho_0$, $\rho(r' > R) = 0$ ist, und begibt sich in ihr Inneres ($r < R$), so folgt aus (a) der dortige Potentialverlauf $V_{\text{innen}}(r) = ?$
- (c) Die Ursache–Antwort–Beziehung in (a) läßt sich angeblich nach der Ursache $\rho(r)$ auflösen, indem man den Operator $\Delta_r := \frac{1}{r} \partial_r^2 r$ auf $V(r)$ anwendet. Stimmt's? $\Delta_r V(r) = ?$

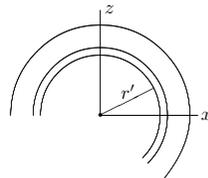
Aufgabe 64: Superposition (3 Punkte)

Stellen Sie sich die Erde (E) aus Kugelschalen aufgebaut vor.

Das Potential einer Kugelschale (KS; Radius R) der Masse M besteht aus zwei Teilen und lautet (Skizze!)

$$V_{\text{KS}}(r < R) = -\gamma m M / R, \quad V_{\text{KS}}(r > R) = -\gamma m M / r.$$

Schneiden wir nun aus der Erde (Radius R_E , konstante Massendichte ρ) die Schale zwischen r' und $r' + dr'$ heraus (Volumen? Masse?), so geht deren Potential dV aus V_{KS} per Ersetzung $M \rightarrow ?$, $R \rightarrow ?$ hervor. Addition dieser dV 's, für $R_E < r$, muß $-\gamma m M_E / r$ geben. Ist es so? Und aus Addition der dV 's für $r < R_E$ folgt $V_{\text{innen}}(r) = ?$ [s.63(b)]



Aufgabe 65: Trompete (1+1+1+1=4 Punkte)

Betrachten Sie den Rotationskörper, der sich bei Rotation der Kurve $f(x) = \frac{1}{x}$ um die x–Achse ergibt, wobei $1 \leq x \leq \infty$ ist ("unendlich lange Trompete"). Dieser Rotationskörper hat einige verblüffende Eigenschaften:

- (a) Berechnen Sie die Schnittfläche mit der x-y Ebene.
- (b) Berechnen Sie die Gesamtoberfläche.
- (c) Berechnen Sie das Gesamtvolumen.
- (d) Wieviel Farbe bräuchte man, um die Trompete zu füllen? Und wieviel Farbe, um ihre Oberfläche bzw die x-y-Schnittfläche anzustreichen? Macht das Sinn?! Diskutieren Sie dieses paradoxe Ergebnis. [Hinweis: Google / Wikipedia → "Gabriel's horn" oder "Torricelli's trumpet"]

Aufgabe 62:

- (a) $V = \int_0^R dr r^2 \int_0^{\pi/2} d\vartheta \sin(\vartheta) \int_0^{\pi/2} d\varphi \cdot 1 = \left[\frac{1}{3} r^3 \right]_0^R \cdot [-\cos(\vartheta)]_0^{\pi/2} \cdot \frac{\pi}{2} = \frac{\pi R^3}{6} \Rightarrow \rho = \frac{6M}{\pi R^3}$
- (b) allg.: $\vec{R} = \int_0^R dr r^2 \int_0^{\pi/2} d\vartheta \sin(\vartheta) \int_0^{\pi/2} d\varphi \cdot \frac{1}{M} \rho(\vec{r}) \vec{r}$, wobei $\frac{1}{M} \rho(\vec{r}) = \frac{6}{\pi R^3}$ hier \vec{r} -unabhängig
 $R_3 = \frac{6}{\pi R^3} \int_0^R dr r^3 \int_0^{\pi/2} d\vartheta \sin(\vartheta) \cos(\vartheta) \int_0^{\pi/2} d\varphi \stackrel{(1)}{=} \frac{6}{\pi R^3} \cdot \frac{1}{4} R^4 \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{\pi}{2} = \frac{3}{8} R$
 $R_1 = \frac{6}{\pi R^3} \int_0^R dr r^3 \int_0^{\pi/2} d\vartheta \sin^2(\vartheta) \int_0^{\pi/2} d\varphi \cos(\varphi) \stackrel{(2)}{=} \frac{6}{\pi R^3} \cdot \frac{1}{4} R^4 \cdot \frac{\pi}{4} \cdot 1 = \frac{3}{8} R$
 $R_2 = \frac{6}{\pi R^3} \int_0^R dr r^3 \int_0^{\pi/2} d\vartheta \sin^2(\vartheta) \int_0^{\pi/2} d\varphi \sin(\varphi) \stackrel{(2)}{=} \frac{6}{\pi R^3} \cdot \frac{1}{4} R^4 \cdot \frac{\pi}{4} \cdot 1 = \frac{3}{8} R$
 benutzte Stammfunktionen sind (1) $sc = \partial_\vartheta [\frac{1}{2} s^2]$ und (2) $s^2 = \partial_\vartheta [\frac{1}{2} (\vartheta - cs)]$ (oder: $\text{trig}^2 \rightarrow \frac{1}{2}$)

Aufgabe 63:

- (a) $\sqrt{-} - \sqrt{-} = |r+r'| - |r-r'| = \begin{cases} r < r' : 2r \\ r > r' : 2r' \end{cases} \Rightarrow V(r) = -\gamma m 4\pi \left(\frac{1}{r} \int_0^r dr' r'^2 \rho(r') + \int_r^\infty dr' r' \rho(r') \right)$
- (b) $V_{\text{innen}} = -\gamma m 4\pi \rho_0 \left(\frac{1}{r} \int_0^r dr' r'^2 + \int_r^R dr' r' \right) = \gamma m 4\pi \rho_0 \left(\frac{r^2}{6} - \frac{R^2}{2} \right)$
- (c) $\frac{1}{r} \partial_r \partial_r (-\gamma m 4\pi) \left(\frac{1}{r} \int_0^r dr' r'^2 \rho(r') + \int_r^\infty dr' r' \rho(r') \right) = -\gamma m 4\pi \frac{1}{r} \partial_r \int_r^\infty dr' r' \rho(r') = \gamma m 4\pi \rho(r)$

Aufgabe 64:

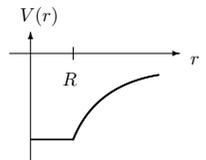
Kugelschale: Vol. = $\frac{4\pi}{3} ((r' + dr')^3 - r'^3) = 4\pi dr' r'^2 + \mathcal{O}(dr'^2)$

Masse = $\rho \cdot \text{Vol.}$

$$dV = \{M \rightarrow \rho \cdot \text{Vol.}, R \rightarrow r'\} = -\gamma m \rho 4\pi dr' r'^2 \begin{cases} 1/r' & (\text{für } r < r') \\ 1/r & (\text{für } r > r') \end{cases}$$

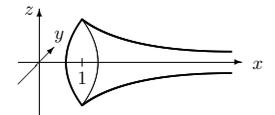
also ist $V(r > R_E) = \int_0^{R_E} dr' (-\gamma m \rho 4\pi) r'^2 \frac{1}{r} = -\gamma m \rho 4\pi \cdot \frac{1}{3} R_E^3 \cdot \frac{1}{r} = -\gamma m M_E / r$

und $V_{\text{innen}}(r) = V(r < R_E) = -\gamma m \rho 4\pi \left(\int_0^r dr' r'^2 \frac{1}{r} + \int_r^{R_E} dr' r'^2 \frac{1}{r'} \right) = \gamma m \rho 4\pi \left(\frac{r^2}{6} - \frac{R_E^2}{2} \right)$



Aufgabe 65:

- (a) $S_{xy} = 2 \int_1^\infty dx \frac{1}{x} = 2 [\ln(x)]_1^\infty = \infty$
- (b) z.B. $\vec{r} = \vec{r}(x, \varphi) = \left(x, \frac{1}{x} \sin(\varphi), \frac{1}{x} \cos(\varphi) \right)$
 $d\vec{f} = dx d\varphi \left(1, -\frac{s}{x^2}, -\frac{c}{x^2} \right) \times \left(0, \frac{c}{x}, \frac{s}{x} \right) = dx d\varphi \left(\frac{1}{x^3}, \frac{s}{x}, \frac{c}{x} \right)$, $df = |d\vec{f}| = dx d\varphi \sqrt{\frac{1}{x^6} + \frac{1}{x^2}}$
 $S = \int_S df = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_1^\infty dx \sqrt{\frac{1}{x^6} + \frac{1}{x^2}} = 2\pi \int_1^\infty \frac{dx}{x} \sqrt{1 + \frac{1}{x^4}} > 2\pi \int_1^\infty \frac{dx}{x} = \pi S_{xy} = \infty$
- (c) $V = \int_1^\infty dx \pi \frac{1}{x^2} = \pi \left[-\frac{1}{x} \right]_1^\infty = \pi$
- (d) Volumen endlich, Schnitt- und Oberfläche unendlich?! Ja. Farbe? Dimensionen! [s. z.B. Wiki]



Definierende Eigenschaft der **Delta-Funktion**: $\int dx \delta(x - x_0) f(x) = f(x_0)$

δ -Darstellungen:

$$\delta(x) = \frac{1}{2\varepsilon} \text{ für } -\varepsilon < x < \varepsilon \text{ und } 0 \text{ sonst}$$

$$\delta(x) = \partial_x \frac{1}{1 + e^{-x/\varepsilon}} = -\partial_x \frac{1}{e^{x/\varepsilon} + 1}$$

$$\delta(x) = \frac{\varepsilon}{\pi x^2} \sin^2\left(\frac{x}{\varepsilon}\right), \quad \delta(x) = \frac{1}{\varepsilon\sqrt{\pi}} e^{-x^2/\varepsilon^2}$$

$$\delta(x) = \frac{1}{\pi x} \sin\left(\frac{x}{\varepsilon}\right) = \frac{1}{2\pi} \int_{-1/\varepsilon}^{1/\varepsilon} dk \cos(kx) = \frac{1}{2\pi} \int_{-1/\varepsilon}^{1/\varepsilon} dk e^{ikx}$$

$$\delta(x) = \frac{1}{\pi} \frac{\varepsilon}{x^2 + \varepsilon^2} = \frac{1}{2\pi} \int dk e^{ikx - \varepsilon|k|} = \frac{1}{2\pi} \int dk e^{ikx} (e^{-\varepsilon|k|})$$

allgemein: $\delta(x) = \frac{1}{\varepsilon F} g\left(\frac{x}{\varepsilon}\right)$ mit $F := \int dx g(x)$

Stufenfunktion θ : $\partial_x \theta(x) = \delta(x)$, $\partial_x (\theta(x)\text{-Darst.}) = \delta(x)\text{-Darst.}$
 $\theta(x) = 1 - \theta(-x)$, $\text{sign}(x) = \frac{x}{|x|} = 2\theta(x) - 1$

δ -Formeln: $\delta(-x) = \delta(x)$, $\delta(ax) = \frac{1}{|a|} \delta(x)$, $\delta(x^2 - a^2) = \frac{1}{2|a|} (\delta(x - a) + \delta(x + a))$

allgemein: $\delta(f(x)) = \sum_n \frac{1}{|f'(x_n)|} \delta(x - x_n)$, x_n sind die Nullstellen von f

$$\frac{1}{i} \int_0^\infty dk e^{ikx - \varepsilon k} = \frac{1}{x + i\varepsilon} = \frac{x - i\varepsilon}{x^2 + \varepsilon^2} = \mathcal{P} \frac{1}{x} - i\pi \delta(x)$$
, \mathcal{P} für *Principal value* (Hauptwert)
$$\int dx f(x) \delta'(x) = -f'(0)$$
, $-x \delta'(x) = \delta(x)$, $\int dx \delta(x - a) \delta(x - b) = \delta(a - b)$

δ -Physik:

Punktladung q bei $\vec{r}_0(t)$: $\varrho(\vec{r}, t) = q \delta(\vec{r} - \vec{r}_0(t))$, $\vec{j}(\vec{r}, t) = \dot{\vec{r}}_0(t) q \delta(\vec{r} - \vec{r}_0(t))$

Geladener Kreisring: $\varrho(\vec{r}) = \frac{Q}{2\pi R} \delta(\varrho - R) \delta(z)$

Geladene Metallkugel: $\varrho(\vec{r}) = \frac{Q}{4\pi R^2} \delta(r - R)$

Der Ortsoperator X (Wirkungsweise $x \cdot$) hat gemäß $x \delta(x - a) = a \delta(x - a)$ die kontinuierlich mit a numerierten Eigenfunktionen $\delta(x - a)$.

Sei L ein (auf x -Abh. wirkender) linearer Operator, und $Ly(x) = f(x)$. Gesucht ist $y(x)$.
 Wenn man dieses Problem für eine „Punktquelle“, d.h. das Hilfsproblem $LG(x, a) = \delta(x - a)$ lösen kann und somit eine „Greensche Funktion“ $G(x, a)$ kennt, dann erhält man ein $y(x)$ durch Anwenden des Operators $\int da f(a)$ auf beiden Seiten des Hilfsproblems:

$$\int da f(a) L G(x, a) \stackrel{=} {=} \int da f(a) \delta(x - a)$$

$$L \int da f(a) G(x, a) \stackrel{=} {=} f(x) \quad \curvearrowright \quad y(x) = \int da f(a) G(x, a)$$

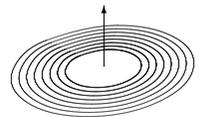
[Abgabe 27.05. vor der Vorlesung ; am 22.05. finden *keine* Übungen statt]

Aufgabe 66: Neun mal Delta (0.5+0.5+1+0.5+0.5+0.5+0.5+0.5+0.5=5 Punkte)

- (a) $\delta(x) = \alpha [\delta(x + \varepsilon) + \delta(x - \varepsilon)]$, $\alpha = ?$
- (b) $\delta(x) = \beta e^{-|x|/\varepsilon}$, $\beta = ?$
- (c) Welche Darstellung der Stufenfunktion $\theta(x)$ läßt sich aus $\tanh(x) := \sinh(x)/\cosh(x)$ basteln? Welche $\delta(x)$ -Darstellung folgt (per ∂_x) daraus?
- (d) Über welche definierende Eigenschaft (einen Positions-Parameter a und ein f enthaltend) sollte $\delta'(x)$ festgelegt werden?
- (e) $\delta(x - \varepsilon) - \delta(x + \varepsilon) = \gamma \delta'(x)$, $\gamma = ?$
- (f) 2D, $r =$ Polarkoordinate: $\delta(\vec{r}) = \kappa \delta(r - \varepsilon)$, $\kappa = ?$
- (g) 3D, $r =$ Kugelkoordinate: $\delta(\vec{r}) = \lambda \delta(r - \varepsilon)$, $\lambda = ?$
- (h) 3D, $\rho =$ Zylinderkoordinate: $\delta(\vec{r}) = \tau \delta(z) \delta(\rho - \varepsilon)$, $\tau = ?$
- (i) „Kraftstoß“ zur Zeit $t_0 > 0$: $m\dot{v} = p_0 \delta(t - t_0)$, $v(0) = v_0$ $v(t) = ?$

Aufgabe 67: Der Saturnring ist ein Draht und die Erde eine Scheibe (2+2+1=5 Punkte)

- (a) Welche 3D Massendichte $\rho(\vec{r})$ hat ein Kreis-Draht (M, R), der in der xy -Ebene liegt? Der Versuch, in Zylinderkoordinaten ($\rho = \sqrt{x^2 + y^2}$, $\rho' = \sqrt{x'^2 + y'^2}$) sein Gravitationspotential $V(\vec{r})$ auszurechnen, bleibt bei einem gewöhnlichen Integral hängen, welchem? Aber auf der Symmetrieachse wird es einfach: $V_{\text{draht}}(0, 0, z) = ?$
- (b) Zu einer dünnen Kreisscheibe (R , in xy -Ebene) mit homogen verteilter Masse M interessiere von vornherein nur $V_{\text{sch}}(0, 0, z) = ?$ [Vorsicht: $\sqrt{a^2} = |a|$. Zu Ihrer Kontrolle: natürlich sollte V bei $z \rightarrow \pm\infty$ in $-\gamma m M/|z|$ übergehen.] Geht man mit m nahe an die Scheibe heran ($z \rightarrow +0$, $V \rightarrow ?$), so folgt $K_3^{\text{oberhalb}} = -\partial_z V = -m g_{\text{sch}}$ mit $g_{\text{sch}} = ?$
- (c) *Superposition.* Die soeben studierte Scheibe läßt sich aus Kreisdrähten mit Radius ρ und Masse $dM = ?$ zusammensetzen. Addieren (\int) wir nun die zu diesen infinitesimalen Ursachen gehörigen Antworten $dV(0, 0, z)$, so sollten wir erneut beim (b)-Resultat ankommen — nicht wahr?



Aufgabe 68: Drei Quickies (1+1+1=3 Punkte)

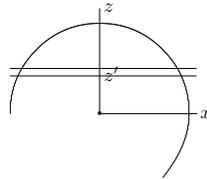
- (a) $\partial_x \int_x^\infty dy e^{-\alpha y} = ?$ (a.1) sofort (a.2) erst \int auswerten, danach ∂_x
- (b) WS-Wdh: $\partial_x \frac{1}{r} = ?$, $\partial_x \frac{x}{r} = ?$ und $\partial_x \frac{x}{r} f'(r) = ?$
- (c) Unter $g(x) = \frac{\theta(x) x}{(1+x^2)^2}$ liegt die Fläche $J = ?$

Aufgabe 69: Erde aus Scheiben (4 Punkte)

Das Potential einer Scheibe (R) der Masse M kennen wir aus 60(d):

$$V_{\text{Sch}}(0, 0, z) = -\frac{\gamma mM}{R^2} 2 (\sqrt{R^2 + z^2} - |z|).$$

Schneiden wir nun aus der Erde (Radius R_E , konstante Massendichte ρ) die Schicht zwischen z' und $z' + dz'$ heraus (Volumen? Masse?), so geht deren Potential dV aus V_{Sch} per Ersetzung $M \rightarrow ?$, $R \rightarrow ?$, $z \rightarrow ?$ hervor. Addition dieser dV 's, für $R_E < z$, muß $-\gamma m M_E / z$ geben. Ist es so? Und aus Addition der dV 's für $-R_E < z < R_E$ folgt $V_{\text{innen}}(0, 0, z) = ?$ [s.63(b)]

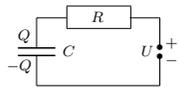


Aufgabe 70: Fünf mal Delta (0.5+0.5+1+1+1=4 Punkte)

- (a) $\delta(x) = \beta \theta(x) e^{-x/\varepsilon}$, $\beta = ?$
- (b) 2D: $\delta(\vec{r}) = \eta e^{-r^2/\varepsilon^2}$, $\eta = ?$
- (c) $\frac{x}{\sqrt{x^2 + \varepsilon^2}}$ macht $\text{sign}(x) = \frac{x}{|x|}$ „weich“. Welche $\delta(x)$ -Darstellung folgt hieraus?
- (d) Unter $g(x) = \frac{\theta(x)x}{(1+x^2)^2}$ liegt Fläche $J = ? \curvearrowright \delta(x) = ?$
- (e) $C x^n \delta(x^3) \stackrel{!}{=} \delta(x) \curvearrowright n = ? C = ?$

Aufgabe 71: $x y' + y = 2x$ (1+1=2 Punkte)

- (a) Zur obigen Dgl soll die allgemeine Lösung $y_{\text{allg}}(x)$ erhalten werden, und zwar durch Lösen der hom. Dgl und Raten einer speziellen Lsg. der inhomogenen.
- (b) Die Physik dazu: Am skizzierten RC-Glied wird zu $t = 0$ die konstante Spannung U angelegt, $Q(0) = 0$. Jemand schraubt ständig am Kondensator, so daß $C(t) = (1 + \omega t)/(R\omega)$ ist. Allgemein gilt $L \ddot{Q} + R \dot{Q} + Q/C = U$. Aber hier ist $L = 0$. Wie führt dies auf die y -Dgl? Also ist $Q(t) = ?$



Aufgabe 72: Weltmodell I (1+2=3 Punkte)

Vielleicht läßt sich das aus $\dot{N} = (G - S)N$, $N(0) = N_0$ folgende Übervölkerungsproblem der Erde (N =Gesamtbevölkerung, G =Geburtenrate, S =Sterberate) dadurch entschärfen, daß man die Raten gemäß $G - S = \alpha/(1 + \gamma t)^\lambda$ sanft angleicht ($\lambda > 0$).

- (a) Welche Zukunft ergibt sich daraus? $N(t) = ?$
- (b) Für welche Werte $\lambda > \lambda_0 = ?$ bleibt N bei $t \rightarrow \infty$ endlich? Welche Lösung hat das N -Problem bei genau $\lambda = \lambda_0$? Sei $\lambda = 2$, $\alpha = \gamma$ und $N_0 = 6,6$ Mrd., wie viele ($N_\infty \approx ?$) werden wir dann noch?

Aufgabe 73: $x y' + y = 2x$ — vier weitere Wege nach Rom (1+1+1+1=4 Punkte)

In **A71a** haben Sie bereits die allgemeine Lösung $y_{\text{allg}}(x)$ der obigen Dgl durch Lösen der hom. Dgl und Raten einer speziellen Lsg. der inhomogenen erhalten. Inzwischen können Sie dies auch auf verschiedene andere Arten. Berechnen Sie daher $y_{\text{allg}}(x)$ unabhängig voneinander

- (a) als Anwendungsbeispiel zur P - Q -Formel,
- (b) mittels *Neuer Funktion* u , $y = x + u$, und *Trennung der Variablen* (TdV),
- (c) über *Neue Variable* τ , $x = e^\tau$, und *Variation der Konstanten* (VdK),
- (d) per sofortiger *Variation der Konstanten*.

Aufgabe 74: Mehr Dgln (1+1+2+1=5 Punkte)

- (a) Welche allgemeine Lösung $y_{\text{allg}}(x)$ hat $y' + y = x$? [hom Lsg; spez Lsg raten \Rightarrow allg Lsg.]
- (b) Welche allgemeine Lösung $y_{\text{allg}}(x)$ hat $y' + y^2 = e^x y^2$? [z.B. per TdV; oder neue Fkt $1/y$]
- (c) Aus $\frac{1}{1 + \omega t} \dot{v} + \gamma v = k$ soll $y' + xy = x$ werden. Wie geht das? $y_{\text{allg}}(x) = ?$
- (d) Können Sie aus dem nebenstehenden System zweier gekoppelter Dgln erster Ordnung *eine* Dgl zweiter Ordnung für $v_1(t)$ basteln? Wie lautet der ER für $v_1(t)$? Und dessen Lösung? $\dot{v}_1 = \omega v_2$, $v_1(0) = 0$
 $\dot{v}_2 = -\omega v_1$, $v_2(0) = v_0$

Aufgabe 75: Weltmodell II (5 Punkte)

Wir haben keine Weltregierung. Eine so vernünftige wie in **A72** ist auch so bald nicht zu erwarten. Es wird eine Eigendynamik geben. In $\dot{N} = (G - S)N$, $N(0) = N_0$ machen wir den Faktor $G - S$ von einer pauschalen Vorratsgröße $V(t)$ abhängig (Rohstoffe, bebaubares Land, Luftsauerstoff etc.): $G - S = G_0 - S_0 + \alpha(V - V_0)$, $V(0) = V_0$, welche proportional zu N abnimmt: $\dot{V} = -\beta N$. Wie auch immer man $G - S$ abnehmen läßt, man kann es als Abnahme der Geburtenrate lesen, oder aber als Zunahme der Sterberate.

Mit „Zeit“ $\tau = \sqrt{\alpha\beta N_0} t$ und bei Übergang $N(t) = N_0 u(\tau)$, $V - V_0 = -\sqrt{\beta N_0 / \alpha} v(\tau)$ zu den zwei neuen Funktionen u, v versammeln sich alle Konstanten in einer einzigen: $\eta = (G_0 - S_0) / \sqrt{\alpha\beta N_0}$. Das Dgl-System (zuzüglich Anfangsbedingungen) bekommt dabei die Gestalt $u' = u \cdot (\eta - v)$, $v' = u$, $u(0) = 1$, $v(0) = 0$.

Stimmt das? Welche Dgl für v allein folgt hieraus? Welche Besonderheit hat sie? Usw. Alles funktioniert, und man kommt analytisch durch bis zur Lösung $u(\tau)$.

[Empfehlung: zu jeder Hilfs- oder Teil-Dgl stets auch ihre Anfangsbedingung notieren (ER's!). Ob $\frac{1}{2+2\eta v - v^2} = \frac{1}{\omega^2 - (v-\eta)^2} = \partial_v \frac{1}{2\omega} \ln \left(\frac{\omega - \eta + v}{\omega + \eta - v} \right)$ mit $\omega := \sqrt{2 + \eta^2}$ stimmt und sogar plötzlich zu gebrauchen ist? Kennt man $v(\tau)$, so auch $u(\tau)$. Nach so vielen Gelegenheiten, sich zu verrechnen, möchte man wohl gern vergleichen: $u(\tau) = \frac{4\omega^2 e^{\omega\tau}}{[(\omega - \eta) e^{\omega\tau} + \omega + \eta]^2}$. Aber hoffentlich stimmt das nicht, denn die Langzeit-Prognose fällt ersichtlich arg traurig aus.]

Aufgabe 76: Drei mal Green (2+2+2=6 Punkte)

(a) Jemand behauptet, der 2D translationsinvariante Operator $\Delta_2 = \partial_x^2 + \partial_y^2$ habe die Greensche Funktion $G(\vec{\rho}) = \frac{1}{4\pi} \ln(\rho^2 + \varepsilon^2)$, $\vec{\rho} := (x, y)$, wobei das G -Verhalten bei $\rho \rightarrow 0$ vorsichtshalber epsilontisch eingebettet wurde. Stimmt das? [Werten Sie also $\Delta_2 G$ aus, und prüfen per $\int d^2r \dots$ nach, ob sich eine Darstellung der 2D Deltafunktion ergeben hat. Wie immer ist $\varepsilon = 0^+$]

(b) Zeigen Sie, daß $G = \theta(t) e^{-\gamma t} \frac{1}{\Omega} \sin(\Omega t)$ mit $\Omega = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2}$ die Greensche Funktion von $\partial_t^2 + 2\gamma \partial_t + \omega_0^2$ ist. Als Spezialfall können Sie daraus $G(t) = ?$ des Operators $L = \partial_t^2 + 2\gamma \partial_t$ gewinnen. [und sparen sich hierzu das Nachprüfen.]

(c) $L = t \partial_t$ ist kein translationsinvarianter Operator. Welche allgemeine Greensche Funktion $G(t, a)$ hat er? Bereich sei $0 < t, a < T$. Mittels G erhalte man dann die allgemeine Lösung von $t \dot{v} = f(t)$. [Und daß $v_{\text{allg}}(t)$ richtig ist, sieht man im Kopf.]

Aufgabe 77: Greensche Funktion von Δ_r (2+1=3 Punkte)

Der Operator $\Delta_r \equiv \frac{1}{r} \partial_r^2 r$ ist nicht translationsinvariant. Seine Greensche Funktion $G(r, a)$ hängt also nicht vom Differenzargument ab. Bereich: positive r -Halbachse.

(a) Ermitteln Sie jene spezielle Greensche Funktion, welche bei $r < a$ verschwindet.

(b) $G(r, a)$ liefert Ihnen nun eine spezielle Lösung $V_{\text{sp}} = ?$ von $\Delta_r V(r) = 4\pi\gamma m \rho(r)$

[Bem.: Ihre Antwort hat sicherlich, wie in **A63a**, die Form $\int \dots + \int \dots$, wobei Sie (zur Kontrolle) nach Umformen eines Terms dieser Summe per $\int_0^r \dots = \text{const} - \int_r^\infty \dots$ in der Nähe der dortigen Antwort landen könnten.]

Aufgabe 78: Gradient (2+2+1=5 Punkte)

(a) Bilden Sie vier mal den Gradienten, nämlich von $\phi = y, yz, \frac{1}{r}$ und $\vec{E} \cdot \vec{r}$ ($\vec{E} = \text{const}$).

(b) Wir sind in Zermatt, und sehen das Höhenprofil $h = h_0 \arctan(f)$, $f = e^{-x} + y^2$ (hier in dimensionslosen Einheiten). Welchen ungefähren Verlauf hat die Äqui- h -Linie $f = 2$? Längs welcher Kurve zeigt der 2D Gradient ∇h genau nach Westen und entlang welcher anderen Kurve genau nach NW?

(c) Kontrollieren Sie bitte in Zermatt noch, ob (wie es sich gehört) ∇h bei $(x, y) = (0, 1)$ senkrecht auf der dortigen Äqui- h -Linie steht.

Aufgabe 79: Drei mal Divergenz (0.5+1+1.5=3 Punkte)

(a)  Auf einen ∞ langen Wassergraben regnet es bei $x \in (0, a)$, so daß dort $\text{div } \vec{v} = \gamma = \text{const}$ ist und $\vec{v} = v(x) \vec{e}_1$. $v(x)_{\text{innen}} = ?$

(b) Zu welchem λ -Wert ist das blumenstraußförmige Magnetfeld $\vec{B}(\vec{r}) = \alpha (\lambda z \vec{r} - r^2 \vec{e}_3) / r^5$ (ausgenommen am Ursprung) quellenfrei?

(c) Zu allgemein kugelsymmetrischer Ladungsverteilung $\rho(r)$ sollen die elektrostatischen Maxwell-Gleichungen $\text{div } \vec{E} = \rho / \varepsilon_0$ und $\text{rot } \vec{E} = \vec{0}$ gelöst werden: Ansatz für \vec{E} und schließlich $\vec{E} = ?$ [Am Ende bleibt ein r' -Integral stehen.]

Aufgabe 80: Vier mal Rotation (2+1+2+2=7 Punkte)

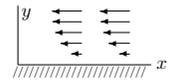
(a) Welche Beziehungen zwischen den vier Konstanten sorgen dafür, daß die ebene Wasserströmung $\vec{v} = (Ax + By, Cx + Dy, 0)$ weder Wirbel noch Quellen hat? Wie nun zu speziell $B = 0$ die Strömung aussieht, das zeige eine Skizze.

(b) $\nabla \times [\vec{A}(\vec{r}) \times \vec{r}] = 2\vec{A} - \vec{r} \text{div } \vec{A} + r \partial_r \vec{A}$ — wie kommt das heraus? [geht zweizeilig]

(c) Zu welchem λ -Wert ist das blumenstraußförmige Magnetfeld $\vec{B}(\vec{r}) = \alpha (\lambda z \vec{r} - r^2 \vec{e}_3) / r^5$ (ausgenommen am Ursprung) wirbelfrei?

(d) Am Ufer (x -Achse) der Weser nimmt die Wirbelstärke zur Flußmitte hin (y -Richtung) ab: $\text{rot } \vec{v} = \vec{e}_3 \omega e^{-y/a}$. $\vec{v}(\vec{r}) = ?$

[Ansatz für $\vec{v}(\vec{r})$?! Konstante beim Aufleiten physikalisch fixieren!]



Aufgabe 81: Feld zwischen parallelen Ebenen (2+1=3 Punkte)

(a) Magnetostatik: $\nabla \cdot \vec{B} = 0$, $\nabla \times \vec{B} = \vec{j} \frac{1}{\varepsilon_0 c^2}$

Das Magnetfeld $\vec{B}(\vec{r}) = (0, B[\theta(x) - \theta(x-a)], 0)$ soll hergestellt werden. [„Feld gegeben, Ursache ermitteln“ ist die denkbar einfachste Fragestellung. Ihr mechanisches Analogon lautet „ $\vec{r}(t)$ gegeben, Kraft (längs Bahn) ermitteln.“] Ist die Forderung möglich, d.h. erfüllt sie $\nabla \cdot \vec{B} = 0$? Mit welcher Stromdichte $\vec{j}(\vec{r})$ ist der Raum auszustatten? Wie läßt sich das Resultat mit ein paar \vec{B} - und \vec{j} -Pfeilen und zwei symbolischen Plattenrändern halbwegs perspektivisch darstellen?

(b) Elektrostatik: $\nabla \cdot \vec{E} = \rho \frac{1}{\varepsilon_0}$, $\nabla \times \vec{E} = \vec{0}$

Analog zu (a) [nur eine andere Komponente füllend] kann auch das elektrische Feld $\vec{E}(\vec{r}) = ?$ eines Plattenkondensators angesetzt werden (positive Platte = Ebene $x = 0$, negative = Ebene $x = d$). Prüfen Sie (geht im Kopf), ob $\nabla \times \vec{E} = \vec{0}$ erfüllt ist. Mit welcher Ladungsdichte $\rho(\vec{r})$ ist der Raum auszustatten?

Aufgabe 82: Conti $\dot{n} + \text{div } \vec{j} = 0$ (2+1+3=6 Punkte)

(a) Expansion eines Gases. In einem Rohr (bei $x = 0$ verschlossen, Querschnittsfläche F) befinden sich N Teilchen. Der Kolben wird mit  $x_k(t) = L(1 + 2\omega t)/(1 + \omega t)$ so langsam bewegt, daß die Teilchendichte $n(t) = ?$ stets ortsunabhängig bleibt. Welche Teilchenstromdichte $\vec{j} = j(x, t) \vec{e}_1$ liegt im Inneren vor?
 Test I: Wie sollte $j(x_k(t), t)$, d.h. die Stromdichte am Kolben, mit $n(t)$ zusammenhängen?
 Test II: Ist diese Beziehung erfüllt?

(b) Nach einer Explosion hat die Luft im U-Bahn-Tunnel die Teilchendichte $n = n_0 + n_1 e^{-\alpha(x-ct)^2}$, wobei n_0, n_1, α positive Konstanten sind und c die Schallgeschwindigkeit in Luft ist. Welche Teilchenstromdichte $j(x, t)$ begleitet den Knall? [mit j ist die erste Komponente gemeint: $\vec{j} = j(x, t) \vec{e}_1$]

(c) Weil eine Schall-Kugelwelle ständig am Ursprung erzeugt wird, ist der Luftraum ($n_0 :=$ Teilchendichte bei Stille) von der kugelsymmetrisch-radialen Teilchenstromdichte

$$\vec{j} = \frac{\alpha \omega}{k} \frac{\vec{r}}{r^3} \left[r c - \frac{s}{k} \right] \quad \text{mit} \quad c := \cos(kr - \omega t), \quad s := \sin(kr - \omega t)$$

erfüllt. Welche Teilchendichte $n(r, t)$ hat die Kugelwelle? Mit welcher Geschwindigkeit v bewegen sich Flächen konstanter Dichte n_0 ?

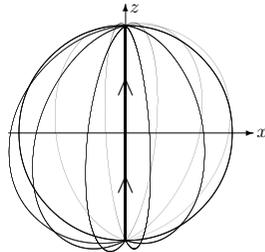
Aufgabe 83: $\Delta \frac{1}{r} = -4\pi \delta(\vec{r})$ (1+2=3 Punkte)

(a) Auch mit der Einbettung $\frac{1}{r} \rightarrow \frac{1}{r} (1 - e^{-r/\epsilon})$ läßt sich obiger Zusammenhang gut nachweisen. Natürlich ist dabei zuletzt per $\int d^3r \dots$ eine neue $\delta(\vec{r})$ -Darstellung dingfest zu machen.

(b) Würden wir in 2D leben, dann wäre $\Delta_2 = \partial_x^2 + \partial_y^2$ unser Laplace-Operator. Daß $\Delta_{2r} = \partial_r^2 + \frac{1}{r} \partial_r$ sein radialer Anteil ist, glauben wir (wegen Analogie zur bekannten Rechnung in 3D). Aber wir prüfen nach, ob die Operator-Identität $\partial_r^2 + \frac{1}{r} \partial_r \equiv \frac{1}{r} \partial_r r \partial_r$ gilt. Deren rhs zeigt (per Δ_2 -Anwenden im Kopf), daß nun $-\ln(r)$ das Potential einer Punktladung dieser 2D Welt ist. Wir erwarten $\Delta_{2r} \ln(r) = \lambda \delta(\vec{r})$, denken uns eine einfache Einbettung des \ln aus und ergründen den Wert von λ .

Aufgabe 84: Nord-Süd-Strom (4 Punkte)

Auf der Symmetrieachse einer Kugel (R) fließt Strom I nach oben (z -Achse). Die Ladung strömt dann auf der leitenden Kugeloberfläche von N nach S wieder zurück, und zwar zylindersymmetrisch auf Meridianen. Da sich nirgends Ladung anhäuft, gilt die Conti zu $\dot{\rho} \equiv 0$.



Obigem Text folgend setzen wir die (im ganzen Raum gültige) Stromdichte $\vec{j}(\vec{r})$ an als [Hätten Sie es ggf. auch selber so gemacht?]

$$\vec{j} = \vec{e}_3 I \delta(x) \delta(y) \theta(R - |z|) + \vec{e}_\vartheta f(\vartheta) \delta(r - R)$$

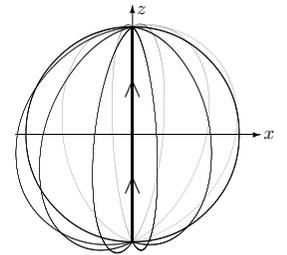
Bestimmen Sie nun die Funktion $f(\vartheta)$ aus der Quellenfreiheit des zweiten \vec{j} -Terms. [Hinweise: Endlich kommt einmal Nabla in Kugelkoordinaten zu Ehren, eine homogene Dgl 1. Ordnung für $f(\vartheta)$ entsteht und läßt sich lösen. Den unbekannt gebliebenen f -Vorfaktor erhalten Sie aus der Forderung, daß in der Äquatorebene abseits Ursprung insgesamt der Strom I nach unten fließt.]

Aufgabe 85: Magnetischer Dipol erzeugt Blumenstrauß (4 Punkte)

Die aus Theorem 3 bekannte Lösung $\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$, $\vec{A} = \int d^3r' \frac{\vec{W}(\vec{r}')}{4\pi |\vec{r} - \vec{r}'|}$, $\vec{W} = \frac{\vec{j}}{\epsilon_0 c^2}$ der (magnetostatischen) Gleichungen $\text{div } \vec{B} = 0$, $\text{rot } \vec{B} = \vec{W}$ ist nicht immer sofort hilfreich. So ist z.B. bereits für einen Kreisstrom $\vec{j} = I \delta(z) \delta(\rho - R) \vec{e}_\varphi$ das Integral nicht mehr ausführbar, es sei denn man läßt den Kreisstrom per $R \rightarrow 0$ (und zugleich $I \rightarrow \infty$) zu einem magnetischen Dipol werden [wie immer ist hier natürlich $\rho = \sqrt{x^2 + y^2}$]. Noch vor Integration können Sie nun $1/\sqrt{\dots} = \dots + \mathcal{O}(R^2)$ vereinfachen, daraufhin das φ -Integral auswerten und schließlich $\vec{A} = \frac{I \cdot \text{Kreisfläche}}{4\pi \epsilon_0 c^2} \left(-\frac{y}{r^3}, \frac{x}{r^3}, 0 \right)$ erhalten. Ist es so? Prüfen Sie nun, ob sich per $\nabla \times$ wirklich das Blumenstrauß-Feld \vec{B} aus **A79b** ergibt [λ war dort 3].

Aufgabe 86: Nord-Süd-Strom II (1+2=3 Punkte)

Auf der Symmetrieachse einer Kugel (R) fließt Strom I nach oben (z -Achse). Die Ladung strömt dann auf der leitenden Kugeloberfläche von N nach S wieder zurück, und zwar zylindersymmetrisch auf Meridianen. Da sich nirgends Ladung anhäuft, gilt die Conti zu $\dot{\rho} \equiv 0$.



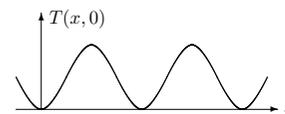
In **A84** haben Sie aus diesen Angaben die folgende Stromdichte $\vec{j}(\vec{r})$ erhalten:

$$\vec{j} = \vec{e}_3 I \delta(x) \delta(y) \theta(R - |z|) + \vec{e}_\vartheta \frac{I}{2\pi R} \frac{1}{\sin(\vartheta)} \delta(r - R)$$

(a) Um das von \vec{j} verursachte Magnetfeld \vec{B} mittels der (integralen, statischen vierten Maxwell-) Gleichung $\oint_C d\vec{r} \cdot \vec{B} = \int_S d\vec{f} \cdot \vec{j} \frac{1}{\epsilon_0 c^2}$, wobei C die Randkurve der Fläche S ist, zu erhalten, ist Information über seine Richtung erforderlich. Angenommen (sehr mutig, aber bei (b) prüfen Sie dies nach) \vec{B} ist überall proportional zu \vec{e}_φ . Dann ist $\vec{B} = ?$ (Geben Sie bitte \vec{B} mittels $\theta(\dots)$ im ganzen Raum an).

(b) Das Nachprüfen der (lokalen, statischen vierten Maxwell-) Gleichung $\text{rot } \vec{B} = \vec{j} \frac{1}{\epsilon_0 c^2}$ (also zu gegebenem \vec{B} die Ursache \vec{j} zu berechnen) ist hier ein wenig anstrengend [Empfehlung: $\nabla \times$ kartesisch ausführen; die Singularität an der z -Achse bleibe unbeachtet]. Kommt der zweite \vec{j} -Term wieder richtig heraus?

Aufgabe 87: e hoch Laplace: Diffusion gleicht aus (3 Punkte)

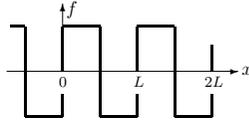


Zur Zeit $t=0$ liege die räumliche, aber nur mit x variierende Temperatur-Verteilung $T(\vec{r}, 0) = T_0 (1 - \cos(kx))$ vor. Wie verändert sich $T(\vec{r}, t)$ im Laufe der Zeit, wenn es der Diffusionsgleichung $T(\vec{r}, t) = e^{tD\Delta} T(\vec{r}, 0)$ genügt? [Hinweise: D ist konstant. Was ist e hoch Operator?? e -Reihe!!!]

Welche Gestalt erreicht die Temperatur-Verteilung im Limes $t \rightarrow \infty$?

Aufgabe 88: Rechteckschwingung (2+1+1=4 Punkte)

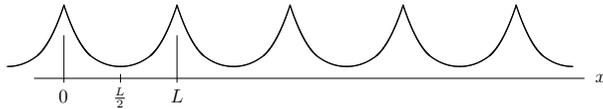
(a) Welche Fourier-Koeffizienten c_n hat die rechts skizzierte Funktion $f(x) = \{1 - 2\theta(x - \frac{L}{2})$ in $(0, L)$; L -periodisch sonst}?



(b) Können Sie die $f(x)$ -Summe rein reell schreiben? Zeigen ihre ersten zwei Terme (skizzieren Sie) bereits die richtige Tendenz?

(c) Es sei $1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \dots = \frac{\pi}{4}$, sagt Bronstein. Mit ihrem Ergebnis aus (b) können Sie nun zeigen, weshalb es stimmt.

Aufgabe 89: Periodisches Zelt (3+1=4 Punkte)



(a) Welche Fourier-Koeffizienten c_n hat die L -periodische Funktion $f(x)$, die für $0 < x < L$ durch $f(x) = h \cdot \cosh(\frac{2\alpha}{L} [x - \frac{L}{2}])$ definiert ist? Welche reellen Koeffizienten f_0, a_n, b_n hat sie folglich? Es ist anschaulich klar, welche Werte diese reellen Koeffizienten bei $\alpha = 0$ haben; nehmen auch ihre Resultate bei $\alpha \rightarrow 0$ diese Werte an?

(b) Das Resultat aus (a), aufgeschrieben in der Form $f(x) = \sum_n \dots e^{in\frac{2\pi}{L}x}$, enthält die drei Parameter L, h und α . Wie sind sie zu wählen und was ist dann zu tun, um die Fourier-Reihe von $g(x) = \{ \cosh(x)$ für $-1 < x < 1$; 2 -periodisch sonst} zu erhalten? Wie sieht letztere also aus?

Aufgabe 90: Beispiel zur Fourier-Transformation (2+1+1=4 Punkte)

(a) Welche Fourier-Transformierte $\tilde{f}(k)$ hat $f(x) = e^{-\gamma|x|}$?

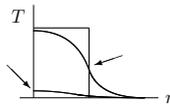
(b) Wie folgt hieraus, daß $\int dk \frac{\cos(kx)}{\gamma^2+k^2} = \frac{\pi}{\gamma} e^{-\gamma|x|}$ ist?

(c) Folglich ist $\int_0^\infty dk \frac{\sin(kx)}{k} = ?$

Aufgabe 91: Physik per Fourier-Transformation (2+1=3 Punkte)

(a) Heiße Kugel: $T(\vec{r}, 0) = T_0 \theta(R-r)$. $\tilde{T}(\vec{k}, 0) = ?$ Und folglich (per Diffusionsgleichung $T(\vec{r}, t) = e^{tD\Delta} T(\vec{r}, 0)$, s. A87) $T(\vec{r}, t) = ?$ Das wilde $\int d^3k$ -Integral, welches hier zunächst steht, läßt sich noch auf ein gewöhnliches k -Integral herunterkochen. Am Ursprung herrscht die Temperatur $T(\vec{0}, t) = \frac{2T_0}{\pi} \int_0^\infty dk \frac{\sin(kR) - kR \cos(kR)}{k} e^{-tDk^2}$ — richtig?

(b) Fortsetzung zur heißen Kugel. Die Temperatur T sinkt und sinkt — auch am Ursprung. Dort (links unten in der Skizze) interessiere der führende Term der Langzeit-Asymptotik, d.h. $T(\vec{0}, t \rightarrow \infty) \rightarrow ?$



88 (a) $c_n = \frac{1}{L} \int_0^L dx e^{-in\frac{2\pi}{L}x} = \frac{1}{L} \int_0^{L/2} dx e^{-in\frac{2\pi}{L}x} - \frac{1}{L} \int_{L/2}^L dx e^{-in\frac{2\pi}{L}x}$
 $= \frac{1}{L} \frac{1}{-in\frac{2\pi}{L}} (e^{-in\frac{2\pi}{L} \cdot \frac{L}{2}} - 1) - \text{dito}_{-n} = \frac{1-(-1)^n}{in2\pi} - \text{dito}_{-n}$
 $\Rightarrow c_{\text{gerade}} = 0, c_{\text{ungerade}} = \frac{2}{in\pi}$

(b) $f(x) = \sum_{n \text{ unger.}} \frac{2}{in\pi} e^{in\frac{2\pi}{L}x} = \frac{4}{\pi} \sum_{n=1,3,\dots} \frac{1}{n} \sin(n\frac{2\pi}{L}x)$
 $= \frac{4}{\pi} \sin(\frac{2\pi}{L}x) + \frac{4}{3\pi} \sin(3\frac{2\pi}{L}x) + \dots$

(c) $1 = f(\frac{L}{4}) = \frac{4}{\pi} (1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \dots)$

89 (a) $c_n = \frac{1}{L} \int_0^L dx e^{-in\frac{2\pi}{L}x} \frac{1}{2} e^{\frac{2\alpha}{L}(x-\frac{L}{2})} + \text{dito}_{-n}$
 $= \frac{1}{2L} e^{-\alpha} \left[\frac{e^{\alpha}}{-in\frac{2\pi}{L} + \frac{2\alpha}{L}} \right]_0^L + \text{dito}_{-n} = \frac{h e^{-\alpha}}{2L} \frac{L(e^{2\alpha} - 1)}{2(\alpha - in\pi)} + \text{dito}_{-n}$
 $= \frac{1}{2} \sinh(\alpha) \left(\frac{1}{\alpha - in\pi} + \frac{1}{\alpha + in\pi} \right) = \frac{h \alpha \sinh(\alpha)}{\alpha^2 + (n\pi)^2}$

$\rightarrow f_0 = c_0 = \frac{h}{\alpha} \sinh(\alpha), a_n = 2c_n, b_n = 0$
 für $\alpha \rightarrow 0$, annähert $f_0 \rightarrow h, a_n, b_n \rightarrow 0$ — und so ist es auch!

(b) $f(x) = \sum_n \frac{h \alpha \sinh(\alpha)}{\alpha^2 + (n\pi)^2} e^{in\frac{2\pi}{L}x}$: setze $h=1, L=2\alpha, \alpha=1$
 damit ist $\cosh(x-1) = \sum_n \frac{\sinh(1)}{1+(n\pi)^2} e^{in\pi x}$
 $x \rightarrow x+1$ gilt nun $\cosh(x) = \sum_n \frac{\sinh(1)(-1)^n}{1+(n\pi)^2} e^{in\pi x}$

90 (a) $\tilde{f}(k) = \int dx e^{-ikx} e^{-\gamma|x|} = \int dx \cos(kx) e^{-\gamma|x|}, \int = 2 \int_0^\infty$
 $= \int_0^\infty dx e^{ikx - \gamma x} + \text{dito}_{-k} = \frac{1}{\gamma - ik} + \frac{1}{\gamma + ik} = \frac{2\gamma}{\gamma^2 + k^2}$
 (b) also ist $e^{-\gamma|x|} = \frac{1}{2\pi} \int dk e^{ikx} \frac{2\gamma}{\gamma^2 + k^2} = \frac{1}{2\pi} \int dk \cos(kx) \frac{2\gamma}{\gamma^2 + k^2}$, qed.
 (c) ∂_x auf (b) $\rightarrow - \int dk \frac{k \sin(kx)}{\gamma^2 + k^2} = -\pi \text{sign}(x) e^{-\gamma|x|}$
 $\mu \rightarrow 0 \Rightarrow \int_0^\infty dk \frac{\sin(kx)}{k} = \frac{\pi}{2} \text{sign}(x)$

91 (a) $\tilde{T}(\vec{k}, 0) = \int d^3r e^{-i\vec{k}\cdot\vec{r}} T_0 \theta(R-r) = 2\pi \int_0^R dr r^2 T_0 \int_{-1}^1 d\cos\theta e^{-i\vec{k}\cdot\vec{r}} = \frac{2\pi \sin(kr)}{kr}$
 $r \rightarrow \frac{R}{2}$
 $= T_0 \frac{4\pi}{6^3} \int_0^R dr (r \sin(r) - \cos(r)) = 4\pi T_0 \frac{\sin(6R) - 6R \cos(6R)}{6^3}$

$T(\vec{r}, t) = \left(\frac{1}{2\pi}\right)^3 \int d^3k e^{i\vec{k}\cdot\vec{r}} e^{-tDk^2} 4\pi T_0 \frac{\sin(kr)}{kr}$
 $= \left(\frac{1}{2\pi}\right)^3 \int dk k^2 \frac{2\sin(kr)}{kr} e^{-tDk^2} 4\pi T_0 \frac{\sin(kr)}{k^3}$

$t \rightarrow 0: \frac{\sin(kr)}{kr} \rightarrow 1 \Rightarrow$ das ursprüngliche $T(\vec{0}, t)$

(b) $t \rightarrow \infty: k \rightarrow 0, (5-6Rc) \rightarrow -\frac{1}{6}(6R)^3 + \frac{1}{2}(6R)^3 = \frac{1}{3}6^3 R^3, k \rightarrow \frac{4}{\sqrt{6}}$
 $T(\vec{0}, t \rightarrow \infty) = \frac{2T_0}{\pi} \cdot \frac{1}{3} R^3 \cdot \left(\frac{1}{\sqrt{6}}\right)^3 \cdot \int_0^\infty dk k^2 e^{-k^2} = \frac{T_0}{6\pi} \left(\frac{R}{\sqrt{6}}\right)^3$

[Materialien bereitlegen ; Wecker auf 2 Stunden stellen ; Alle Aufgaben lesen, selektiv bearbeiten]
 [Nach 2h Blatt umdrehen, korrigieren ; 32 Punkte, bei ≥ 10 hätten Sie bestanden]

Aufgabe 1: (1 Punkt)

Welche Form haben die Äquipotential-Linien des 2D-Potentials $V(\vec{r}) = e^{-3 \arctan(9y^2/a^2 + 5 + x^2/a^2)}$?

Aufgabe 2: Ein gewöhnliches Integral (2 Punkte)

Berechnen Sie $I = \int_0^\infty du u^2 e^{-u^2}$. Läßt sich mit der Idee $-\partial_\alpha J(\alpha)|_{\alpha=1}$ etwas anfangen ?

Aufgabe 3: Arbeit (3 Punkte)

Welche Arbeit muß an einem Teilchen verrichtet werden, um es im Kraftfeld $\vec{K} = -\frac{\gamma m M}{r^3} \vec{r}$ entlang der Kurve $\vec{r}(\alpha) = R(\sin(\alpha) - \alpha \cos(\alpha), \cos(\alpha) + \alpha \sin(\alpha))$ von $\vec{r}(0)$ nach $\vec{r}(\pi)$ zu bewegen? [Hinweis: 2D Problem, $r = |\vec{r}|$; Es gibt 2 Wege zum Ziel, via Kurvenintegral oder via Potential.]

Aufgabe 4: Volumenintegral (3 Punkte)

Eine Halbkugel (Radius R , homogene Massendichte ρ_0) liegt auf der x - y -Ebene. Berechnen Sie die Gesamtmasse M und den Schwerpunkt $\vec{R} = (R_1, R_2, R_3)$. Werten Sie das $\int d^3r$ für MR_3 bitte entweder in Zylinder- oder in Kugelkoordinaten aus.

Aufgabe 5: Delta (1+1+1.5=3.5 Punkte)

- (a) 1D Delta-Darstellung (mit $\varepsilon \rightarrow 0^+$): $\delta(x) = \alpha \theta(x) e^{-x^2/\varepsilon^2}$, $\alpha = ?$
- (b) 2D Delta-Darstellung (mit $\varepsilon \rightarrow 0^+$): $\delta(\vec{r}) = \eta e^{-r^2/\varepsilon^2}$, $\eta = ?$ [Hier ist $r = |\vec{r}| = \sqrt{x^2 + y^2}$]
- (c) Zeichnen Sie in die drei Skizzen (| bedeutet δ) jeweils die antisymmetrische Stammfunktion ein.



Aufgabe 6: Dgl 1. Ordnung (2 Punkte)

Berechnen Sie die allgemeine Lösung von $\dot{v}(t) = -\alpha v(t) + k_0 e^{\beta t}$ per PQ-Formel. [eine Konstante?]

Aufgabe 7: krumme Koordinaten (1 Punkt)

Welche Polarkoordinaten-Darstellung $r(\varphi)$ hat die Horizontale $y = b$?



Aufgabe 8: Gradient (1+2=3 Punkte)

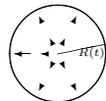
- (a) Bilden Sie den Gradienten von $\vec{a} \cdot (\vec{b} \times \vec{r})$. [$\vec{a}, \vec{b} = \text{const}$]
- (b) Bilden Sie $e^{\vec{r} \cdot \nabla} r^2$.

Aufgabe 9: Rotation (3 Punkte)

Kontrollieren Sie am Beispiel $\vec{B} = \vec{\omega} \times \vec{r}$ ($\vec{\omega} = \text{const}$), ob $\vec{A}(\vec{r}) = -\vec{r} \times \frac{1}{2+(\vec{r} \cdot \nabla)} \vec{B}(\vec{r})$ ein Vektorpotential von $\vec{B}(\vec{r})$ sein kann.

Aufgabe 10: Kontinuitätsgleichung (4 Punkte)

Ein Gas aus N Teilchen ist in einer Kugel eingeschlossen. Deren Radius wird nun ab $t=0$ mit Geschwindigkeit v vergrößert: $R(t) = R_0 + vt$. Die Teilchendichte $n(t)$ bleibe dabei ortsunabhängig. Berechnen Sie die Teilchen-Stromdichte $\vec{j}(r, t)$.

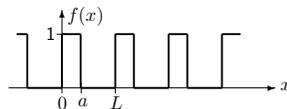


Aufgabe 11: Laplace-Greens (2 Punkte)

$\chi(r) = \frac{1}{r+\varepsilon}$ (mit $\varepsilon \rightarrow 0^+$) bündelt $\frac{1}{r}$ ein. Zeigen Sie, daß es sich bei $\Delta_r \chi$ um eine Darstellung von $-4\pi \delta(\vec{r})$ handelt. [Δ_r ist der Radial-Anteil des Laplace-Operators.]

Aufgabe 12: Fourier-Reihe (2 Punkte)

Welche Fourier-Koeffizienten c_n hat die skizzierte periodische Funktion? [Hinweis: c_0 separat angeben.]



Aufgabe 13: Fourier-Transformation (2.5 Punkte)

3D. $T(\vec{r}) = \gamma \delta(r-R)$. Welche Fourier-Transformierte $\tilde{T}(\vec{k})$ hat diese heiße Kugeloberfläche ?

- ① $9y^2 + 5x^2 + x^2 = \text{const.}$, $(\frac{x}{3})^2 + y^2 = C^2$, Ellipse
- ② $I = -\partial_\alpha \int_0^\infty du e^{-\alpha u^2} = \int_0^\infty du e^{-\alpha u^2} = \frac{\sqrt{\pi}}{2} \alpha^{-1/2} \Rightarrow I = \frac{\sqrt{\pi}}{4}$
- ③ $A = \int_0^\pi d\alpha (\dot{\vec{r}}(\alpha) \cdot (-\vec{K}(\vec{r}))) = \int_0^\pi d\alpha R\alpha(s,c) \cdot (\frac{\gamma m M}{r^3} \vec{r})$ mit $s = \sin(\alpha), c = \cos(\alpha)$
 $r^2 = R^2(1+c^2)$, $(s,c) \cdot \vec{r} = R$
 $= \frac{\gamma m M}{R} \int_0^\pi d\alpha \frac{R}{(1+c^2)^{3/2}} = \frac{\gamma m M}{R} \int_0^\pi d\alpha \frac{1}{(1+c^2)^{3/2}} = \frac{\gamma m M}{R} \left(\frac{1}{\sin \alpha} + 1 \right)$
 oder $\vec{K} = -\nabla V$, $A = V(r(\pi)) - V(r(0)) = V(R\sqrt{2}) - V(R) = -\frac{\gamma m M}{R} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} + 1 \right)$
- ④ $M = \rho_0 V_{HK} = \rho_0 \frac{2\pi R^2}{3}$, $\vec{R} = (0, 0, R_3)$, $M R_3 = \rho_0 \int_{HK} d^3r z$
 Zylinderko. $M R_3 = \rho_0 2\pi \int_0^R ds \int_0^{\sqrt{R^2-s^2}} dz z = \rho_0 2\pi \int_0^R ds \frac{1}{2} (R^2-s^2) = \rho_0 \pi \left(\frac{R^3}{2} - \frac{R^3}{4} \right)$
 oder Kugel: $M R_3 = \rho_0 \int_0^R dr r^2 \int_0^\pi d\varphi \int_0^\pi d\theta \sin(\theta) r \cos(\theta) = \rho_0 \frac{8\pi}{3} \int_0^R dr r^3 \cos(\theta) = \rho_0 \pi \frac{R^3}{4}$
 $\Rightarrow R_3 = \frac{3}{8} R$
- ⑤ (a) $1 \stackrel{!}{=} \alpha \int_0^\infty dx e^{-x^2/\varepsilon^2} = \alpha \varepsilon \frac{\sqrt{\pi}}{2}$, $\alpha = \frac{2}{\varepsilon \sqrt{\pi}}$
 (b) $1 \stackrel{!}{=} \eta 2\pi \int_0^\infty dr r e^{-r^2/\varepsilon^2} = \eta \left[-\frac{\varepsilon^2}{2} e^{-r^2/\varepsilon^2} \right]_0^\infty = \eta \frac{\varepsilon^2}{2}$, $\eta = \frac{2}{\varepsilon^2}$
 (c) $\partial_x \theta = \delta \Rightarrow$ [Three sketches of step functions with delta functions at the edges]
- ⑥ $\dot{r} + p v = a$ mit $p = \alpha$, $a(t) = k_0 e^{\beta t}$. $p a \Rightarrow v_{\text{allg.}}(t) = e^{-\int \alpha dt} \left(C + \int_0^t dt' a(t') e^{\int_0^{t'} \alpha dt''} \right)$
 $\Rightarrow v_{\text{allg.}}(t) = e^{-\alpha(t-t_0)} \left(C + \int_{t_0}^t dt' k_0 e^{\alpha t'} e^{\alpha(t-t')} \right) = C e^{-\alpha t} + \frac{k_0}{\alpha} e^{\alpha t}$
- ⑦ $r_n(\varphi) = l_r \Rightarrow r(\varphi) = \frac{1}{2} r_n(\varphi)$
- ⑧ (a) $\vec{\nabla} \cdot (\vec{L} \times \vec{r}) = \partial_i \epsilon_{ijk} L_j \partial_k r = \epsilon_{ijk} \partial_i L_j \partial_k r = \vec{\omega} \cdot \vec{L}$
 (b) $(\vec{r} \cdot \vec{\nabla})^2 r^2 = \vec{r} \cdot 2r \vec{\nabla} r = \vec{r} \cdot 2r \frac{\vec{r}}{r} = 2r^2$, $e^{\vec{r} \cdot \vec{\nabla}} r^2 = e^{2r} r^2$
- ⑨ $(\vec{r} \cdot \vec{\nabla}) \vec{\omega} \times \vec{r} = \vec{\omega} \times (\vec{r} \cdot \vec{\nabla}) \vec{r} = 1 \cdot \vec{\omega} \times \vec{r}$, $\vec{A} = -\frac{1}{2} \vec{r} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$
 $\vec{\nabla} \times \vec{A} = -\frac{1}{2} \vec{\nabla} \times (\vec{\omega} \times \vec{r} - \vec{r} \times \vec{\omega}) = -\frac{1}{2} \left(-\vec{\omega} \times \vec{\nabla} r^2 - \frac{(\vec{\nabla} \times \vec{r}) \cdot (\vec{\omega} \times \vec{r})}{2} + \vec{r} \times \vec{\nabla} (\vec{\omega} \cdot \vec{r}) \right) = \vec{\omega} \times \vec{r} = \vec{B}$
- ⑩ $n = N \frac{3}{4\pi R^3}$, $\text{Conf.} \vec{\nabla} \cdot \vec{j} = -\dot{n} = \frac{3Nv}{4\pi R^4}$, Ansatz: $\vec{j} = \vec{r} f(r, t)$
 $3f + \vec{r} \cdot (\vec{\nabla} f) \vec{r} = \frac{3Nv}{4\pi R^4}$, $f_{\text{in}} = \frac{v}{2R}$ (z.B. via Potenzansatz), $f_{\text{per}} = \frac{3Nv}{4\pi R^4}$
 $c \dot{=} 0$, damit $\vec{j} = \vec{0}$ an Ursprung $\Rightarrow \vec{j} = \vec{r} \frac{3Nv}{4\pi R^4}$
- ⑪ $\Delta_r \chi = \frac{1}{r} \partial_r \left(r \frac{\partial \chi}{\partial r} \right) = \frac{1}{r} \partial_r \left(\frac{r}{r+\varepsilon} \right) = \frac{-\varepsilon}{r(r+\varepsilon)^2}$
 $\int d^3r \left(\frac{-\varepsilon}{r(r+\varepsilon)^2} \right) = -\varepsilon 4\pi \int_0^\infty dr \frac{r+\varepsilon-\varepsilon}{(r+\varepsilon)^2} = -\varepsilon 4\pi \left[-\frac{1}{r+\varepsilon} + \frac{1}{\varepsilon} \right]_0^\infty = -4\pi$
- ⑫ $c_n = \frac{1}{L} \int_0^L dx e^{-in \frac{2\pi}{L} x}$, $c_0 = \frac{a}{L}$, $c_{n \neq 0} = \frac{1}{2\pi n} (e^{-in \frac{2\pi}{L} a} - 1)$
- ⑬ $\tilde{T}(\vec{k}) = \int d^3r \gamma \delta(r-R) e^{i\vec{k} \cdot \vec{r}} = \gamma 2\pi \int_0^\infty dr r^2 \delta(r-R) \int_0^\pi d\alpha e^{i k r \alpha} = \gamma 4\pi R \frac{\sin(kR)}{k}$