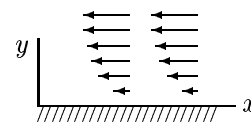


55) $\text{rot } \vec{v} = \overrightarrow{\text{Wirbelstärke}}$

(a) Am Ufer (x-Achse) der Leine 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?! „Beim Aufleiten bleibt doch eine Konstante übrig“ – „? ≠ Wir machen hier S i n n !“

(b) Inmitten eines großen tiefen Sees. Aus Beobachtung der (sich ständig aufwärts bewegenden) Algen kennt man die Wirbelstärke der dort vorliegenden stationären, quellenfreien und zylindersymmetrischen Strömung: $\text{rot } \vec{v} = g(\rho) \vec{e}_\varphi$. $\vec{v}(\vec{r}) = ?$

ρ ist Zylinderkoordinate. Ansatz $\stackrel{!}{=} \text{quellenfrei}$. Ihr Resultat enthält ein Integral über $g(\rho)$. Aber zu $g(\rho) = \alpha \delta(\rho - R)$ wird \vec{v} ganz konkret (innen/außen) und enthält auch hier wieder (See ∞ groß, nachdenken) keine Konstante mehr.

(c) Gratulation! – Sie haben soeben das Magnetfeld einer Spule (R) ermittelt. Falls nämlich dieser Herr Maxwell mit $\text{div } \vec{B} = 0$ und $\text{rot } \vec{B} = \vec{j}/(\epsilon_0 c^2)$ (Statik) recht hat, dann brauchen wir nur \vec{v} als \vec{B} zu lesen. Welchen Wert hat folglich der Vorfaktor α , wenn in jedem Höhenintervall h ein bekannter Strom I_h in der Zylinderwand umläuft?

1.5 + 2.5 + 1 =

5

56) Landau — und mit Green mutig nach 4D

(a) Mittels Green hatten wir auf [P 18], 4) $x_{\text{sp}}(t) = \frac{1}{\omega} \int_0^t da \sin[\omega(t-a)] k(a)$ erhalten. Es löst offenbar $\ddot{x} + \omega^2 x = k(t)$, $\dot{x}(0) = 0$, $x(0) = 0$. Auch LL's $\partial_t^2 + \omega^2 = (\partial_t + i\omega)(\partial_t - i\omega)$ -Methode muß auf dieses x_{sp} führen. Ob wir das können?!

(b) In der Tabelle findet sich auch der translationsinvariante Operator $\partial_t - D\Delta$. Er wirkt auf \vec{r}, t -abhängige Felder. Angewandt auf G muß sich $\delta(\vec{r}) \delta(t)$ ergeben. $G(\vec{r}, t) \stackrel{?!}{=} \theta(t) \left(\frac{1}{4\pi D t}\right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{r^2}{4Dt}}$ nachzuprüfen dürfte reines Differenzieren sein. Tun!

2.5 + 1.5 =

4

57) Weltmodell III

Die meisten „Vorräte“, die natürlichen Ressourcen der Erde, können sich regenerieren. In Richtung Realität hat unser pessimistisches Modell II eine entsprechende Modifikation nötig: $\dot{V} = -\beta(N - N_1)$. Sinkt die Erdbevölkerung unter N_1 , so nimmt V wieder zu. Wir setzen $N_1 = \lambda N_0$ ($N_1 = 4.8$ Mrd. – blauäugig? – hieße $\lambda = .8$). Der ER von Übung 52) wird damit zwei-parametrig (Nachprüfen sei diesmal unnötig) und ist (wg. Nichtauflösbarkeits-Fälle) auf dem dortigen

$$u' = u \cdot (\eta - v), \quad v' = u - \lambda, \quad u(0) = 1, \quad v(0) = 0$$

Wege nicht mehr lösbar. Soso. Dann sei wenigstens das qualitativ Wesentliche herausgearbeitet:

Neue Funktion $x(\tau) = \ln(u(\tau))$ (noch Dgl-System) / Dgl zweiter Ordnung für x allein / x -Anfangsdaten / Energiesatz $T + U = E$ mit $U(x) = e^x - \lambda x - 1$, $T = ?$ und $E = ?$ / Minimum $x_0 = ?$ von U / $U(x)$ -Skizze zu $\lambda = 0$ / $U(x)$ -Skizze zu $0 < \lambda < 1$ mit E -Horizontale und Umkehrpunkten.

Weil wir solche U -Bilder zu „lesen“ verstehen, sehen wir, was qualitativ passiert. Der $N(t)$ -Verlauf (bald auf SB) folgt überraschend genau dem Standardlauf der 90-parametrischen Maedows-Studie

Von 1972 [„Die Grenzen des Wachstums“ rororo Nr.19510 ist vergriffen. Siehe jedoch (gleicher Titel) Maedows/Maedows/Zahn/Milling und Maedows/Maedows/Randers: „Die neuen Grenzen des Wachstums“ (1993)] .

3

Irgendwo auf diesem Blatt möchten Sie Integrale vertauschen: Fläche malen und ablesen, welche Grenzen sich „andersherum“ ergeben. Wie der Integrand von x, y abhängt, ist dabei egal!

$$\int_0^a dx \int_0^{f(x)} dy \dots = \int_0^{f(a)} dy \int_{f_u(y)}^a dx \dots$$

