انجینئری حساب

(جلد اول)

خالد خان یوسفزئی

جامعہ کامسیٹ، اسلام آباد
khalidyousafzai@comsats.edu.pk

عنوان

میری پہلی کتاب کا دیباچہ

گزشتہ چند برسوں سے حکومتِ پاکستان اعلیٰ تعلیم کی طرف توجہ دے رہی ہے جس سے ملک کی تاریخ میں پہلی مرتبہ اعلیٰ تعلیمی اداروں میں تحقیق کا رجحان پیدا ہوا ہے۔امید کی جاتی ہے کہ یہ سلسلہ جاری رہے گا۔

پاکستان میں اعلیٰ تعلیم کا نظام انگریزی زبان میں رائج ہے۔دنیا میں تحقیقی کام کا بیشتر حصہ انگریزی زبان میں ہی چھپتا ہے۔انگریزی زبان میں ہر موضوع پر لاتعداد کتابیں پائی جاتی ہیں جن سے طلبہ و طالبات استفادہ کرتے ہیں۔

ہمارے ملک میں طلبہ و طالبات کی ایک بہت بڑی تعداد بنیادی تعلیم اردو زبان میں حاصل کرتی ہے۔ان کے لئے انگریزی زبان میں موجود مواد سے استفادہ کرنا تو ایک طرف، انگریزی زبان ازخود ایک رکاوٹ کے طور پر ان کے سامنے آتی ہے۔یہ طلبہ و طالبات ذہین ہونے کے باوجود آگے بڑھنے اور قوم و ملک کی بھرپور خدمت کرنے کے قابل نہیں رہتے۔ایسے طلبہ و طالبات کو اردو زبان میں نصاب کی اچھی کتابیں درکار ہیں۔ہم نے قومی سطح پر ایسا کرنے کی کوئی خاطر خواہ کوشش نہیں کی۔

میں برسوں تک اس صورت حال کی وجہ سے پریشانی کا شکار رہا۔کچھ کرنے کی نیت رکھنے کے باوجود کچھ نہ کر سکتا تھا۔میرے لئے اردو میں ایک صفحہ بھی لکھنا ناممکن تھا۔آخر کار ایک دن میں نے اپنی اس کمزوری کو کتاب نہ لکھنے کا جواز بنانے سے انکار کر دیا اور یوں یہ کتاب وجود میں آئی۔

یہ کتاب اردو زبان میں تعلیم حاصل کرنے والے طلبہ و طالبات کے لئے نہایت آسان اردو میں لکھی گئی ہے۔کوشش کی گئی ہے کہ اسکول کی سطح پر نصاب میں استعمال ہونے والے تکنیکی الفاظ ہی استعمال کئے جائیں۔جہاں ایسے الفاظ موجود نہ تھے وہاں روز مرہ میں استعمال ہونے والے الفاظ چنے گئے۔تکنیکی الفاظ کی چنائی کے وقت اس بات کا دہان رکھا گیا کہ ان کا استعمال دیگر مضامین میں بھی ممکن ہو۔

کتاب میں بین الاقوامی نظامِ اکائی استعمال کی گئی ہے۔اہم متغیرات کی علامتیں وہی رکھی گئی ہیں جو موجودہ نظامِ تعلیم کی نصابی کتابوں میں رائج ہیں۔یوں اردو میں لکھی اس کتاب اور انگریزی میں اسی مضمون پر لکھی کتاب پڑھنے والے طلبہ و طالبات کو ساتھ کام کرنے میں دشواری نہیں ہو گی۔

امید کی جاتی ہے کہ یہ کتاب ایک دن خالصتاً اردو زبان میں انجنیئرنگ کی نصابی کتاب کے طور پر استعمال کی جائے گی۔اردو زبان میں برقی انجنیئرنگ کی مکمل نصاب کی طرف یہ پہلا قدم ہے۔

اس کتاب کے پڑھنے والوں سے گزارش کی جاتی ہے کہ اسے زیادہ سے زیادہ طلبہ و طالبات تک پہنچانے میں مدد دیں اور انہیں جہاں اس کتاب میں غلطی نظر آئے وہ اس کی نشاندہی میری ای-میل پر کریں۔میں ان کا نہایت شکر گزار ہوں گا۔

اس کتاب میں تمام غلطیاں مجھ سے ہی سرزد ہوئی ہیں البتہ انہیں درست کرنے میں بہت لوگوں کا ہاتھ ہے۔میں ان سب کا شکریہ ادا کرتا ہوں۔ یہ سلسلہ ابھی جاری ہے اور مکمل ہونے پر ان حضرات کے تاثرات یہاں شامل کئے جائیں گے۔

میں یہاں کامسیٹ یونیورسٹی اور ہائر ایجوکیشن کمیشن کا شکریہ ادا کرنا چاہتا ہوں جن کی وجہ سے ایسی سرگرمیاں ممکن ہوئیں۔

خالد خان یوسفزئی

28 اکتوبر 2011

11.8 تہرا تکمل۔گاوس کا مسئلہ پھیلاو

دہرا تکمل (حصہ 11.3) کی تصور کو وسعت دیتے ہوئے تہرا تکمل حاصل کیا جا سکتا ہے۔ فرض کریں کہ فضا کے کسی بند محدود[45] خطہ T میں تفاعل $f(x,y,z)$ معین ہے۔ہم تینوں محور کے متوازی سطحوں سے T کو ٹکڑوں میں تقسیم کرتے ہیں۔ہم T کے متوازی السطوح ٹکڑوں کو ہم 1 تا n سے ظاہر کرتے ہیں۔ایسے ہر ٹکڑے کے اندر ہم بے قاعدگی سے کوئی نقطہ منتخب کرتے ہیں، مثلاً ٹکڑا k میں نقطہ (x_k,y_k,z_k) چنا جاتا ہے، اور درج ذیل مجموعہ حاصل کرتے ہیں

$$J_n=\sum_{k=1}^{n} f(x_k,y_k,z_k)\Delta H$$

جہاں ٹکڑا k کی حجم ΔH_k ہے۔ہم مثبت عدد صحیح n کی قیمت بتدریج بڑھاتے ہوئے بالکل آزادانہ طریقے سے اس طرح کے مجموعے حاصل کرتے ہیں پس اتنا خیال رکھا جاتا ہے کہ جیسے جیسے n کی قیمت لامتناہی کے قریب پہنچتی ہو، مستطیلی ٹکڑوں کی وتر کی زیادہ سے زیادہ لمبائی صفر تک پہنچتی ہو۔ یوں ہمیں حقیقی اعداد J_{n1} ، J_{n2} ، . . . کا سلسلہ حاصل ہو گا۔ہم فرض کرتے ہیں کہ کسی ایسے خطہ میں، جس کا T حصہ ہو، $f(x,y,z)$ استمراری ہے اور T کو لامتناہی تعداد کی ہموار سطحیں گھیرتی ہیں۔ایسی صورت میں یہ ثابت کیا جا سکتا ہے کہ حقیقی اعداد J_{n1} ، J_{n2} ، . . . کا سلسلہ مرتکز ہو گا جس کا حد ٹکڑوں کی چنائی یا ٹکڑوں میں نقطوں (x,y_k,z_k) کی چنائی سے بالکل آزاد ہو گا (مثال 11.1 کی طرح)۔ اس حد کو خطہ T پر $f(x,y,z)$ کا **تہرا تکمل**[46] کہتے ہیں جس کو درج ذیل سے ظاہر کیا جاتا ہے۔

$$\iiint\limits_T f(x,y,z)\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z \quad \text{یا} \quad \iiint\limits_T f(x,y,z)\,\mathrm{d}H$$

ہم اب ثابت کرتے ہیں کہ ایسا استمراری سمتی تفاعل $\boldsymbol{u}$ جس کے استمراری ایک درجی جزوی تفرق پائے جاتے ہوں کی پھیلاو کا فضا میں خطہ T پر تہرا تکمل کا تبادلہ T کی سطح پر $\boldsymbol{u}$ کے عمودی جزو کی سطحی تکمل میں کیا جا سکتا ہے۔ایسا مسئلہ پھیلاو کی مدد سے کیا جاتا ہے جو دو بعدی مسئلہ گرین کا تین بعدی مماثل ہے۔ مسئلہ پھیلاو کئی نظریاتی اور عملی مسائل میں بنیادی اہمیت رکھتی ہے۔

---

[45] "بند" سے مراد ہے کہ وقفے کی سرحد بھی وقفے کا حصہ ہے اور "محدود" سے مراد ہے کہ پورے وقفے کو معقول وسعت کی کرہ میں گھیرا جا سکتا ہے۔

[46] triple integral

مسئلہ 11.2: گاوس کا مسئلہ پھیلاو (حجمی تکمل سے سطحی تکمل اور سطحی تکمل سے حجمی تکمل کا حصول)
فرض کریں کہ فضا میں بند محدود خطہ T کی سرحد S ٹکڑوں میں ہموار (حصہ 11.5) اور قابل سمت بند ہے۔ مزید فرض کریں کہ خطہ T میں $\boldsymbol{u}(x,y,z)$ ایک استمراری سمتی تفاعل ہے جس کے T میں استمراری ایک درجی جزوی تفرق پائے جاتے ہیں۔ تب درج ذیل ہو گا

$$\iiint\limits_T \nabla\cdot\boldsymbol{u}\,\mathrm{d}H=\iint\limits_S u_n\,\mathrm{d}A \tag{11.75}$$

جہاں T کی لحاظ سے سطح S پر $\boldsymbol{u}$ کا باہر رخ عمودی جزو

$$u_n=\boldsymbol{u}\cdot\boldsymbol{n} \tag{11.76}$$

ہے اور $\boldsymbol{n}$ سطح S کا باہر رخ اکائی عمودی سمتیہ ہے۔

ثبوت: ہم $\boldsymbol{u}$ اور $\boldsymbol{n}$ کو ارکان کی صورت میں لکھتے ہیں

$$\boldsymbol{u}=u_1\boldsymbol{i}+u_2\boldsymbol{j}+u_3\boldsymbol{k}\qquad \boldsymbol{n}=\cos\alpha\,\boldsymbol{i}+\cos\beta\,\boldsymbol{j}+\cos\gamma\,\boldsymbol{k}$$

جہاں $\boldsymbol{n}$ اور مثبت x ، y ، z محور کے مابین زاویے بالترتیب α ، β ، γ ہیں۔ یوں مساوات 11.75 درج ذیل لکھی جا سکتی ہے

$$\iiint\limits_T\Big(\frac{\partial u_1}{\partial x}+\frac{\partial u_2}{\partial y}+\frac{\partial u_3}{\partial z}\Big)\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z=\iint\limits_S(u_1\cos\alpha+u_2\cos\beta+u_3\cos\gamma)\,\mathrm{d}A \tag{11.77}$$

جسے مساوات 11.70 کی مدد سے درج ذیل لکھی جا سکتی ہے۔

$$\iiint\limits_T\Big(\frac{\partial u_1}{\partial x}+\frac{\partial u_2}{\partial y}+\frac{\partial u_3}{\partial z}\Big)\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z=\iint\limits_S(u_1\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z+u_2\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}z+u_3\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y) \tag{11.78}$$

اب ظاہر ہے کہ اگر درج ذیل تین تعلقات یک وقت درست ہوں تب مساوات 11.77 درست ہو گا۔

$$\iiint\limits_T\frac{\partial u_1}{\partial x}\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z=\iint\limits_S u_1\cos\alpha\,\mathrm{d}A \tag{11.79}$$

$$\iiint\limits_T\frac{\partial u_2}{\partial y}\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z=\iint\limits_S u_2\cos\beta\,\mathrm{d} \tag{11.80}$$

$$\iiint\limits_T\frac{\partial u_3}{\partial z}\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z=\iint\limits_S u_3\cos\gamma\,\mathrm{d}A \tag{11.81}$$

ہم مساوات 11.81 کو ایک خصوصی خطہ T کے لئے ثابت کرتے ہیں جس کی سرحد ٹکڑوں میں ہموار قابل سمت بند سطح S ہے۔اس مخصوص T کی خاصیت ہے کہ x ، y یا z محور کے متوازی کوئی بھی خط جو T کو قطع کرتی ہو، کا زیادہ سے زیادہ صرف ایک حصہ (یا صرف ایک نقطہ) T کے ساتھ مشترک ہو گا۔ اس خاصیت کا مطلب ہے کہ T کو درج ذیل روپ میں لکھا جا سکتا ہے

$$g(x,y) \le z \le h(x,y) \tag{11.82}$$

جہاں xy مستوی پر T کے قائمہ الزاویہ سائے $\overline{R}$ میں نقطہ (x,y) ہو گا۔ظاہر ہے کہ $g(x,y)$ سطح S کی نچلی سطح S_2 کو ظاہر کرتی ہے جبکہ $h(x,y)$ سطح S کی بالائی سطح S_1 کو ظاہر کرتی ہے۔عین ممکن ہے کہ S کا کوئی کھڑا حصہ S_3 بھی پایا جاتا ہو۔(حصہ S_3 کی انحطاطی شکل ایک منحنی ہو سکتی ہے مثلاً کروی T کی صورت میں S_3 ایک گول دائرہ ہو گا۔)

مساوات 11.81 کو مساوات 11.82 کی مدد سے ثابت کرتے ہیں۔چونکہ کسی خطہ جس کا T حصہ ہے میں $\boldsymbol{u}$ استمراری قابل تفرق ہے لہٰذا درج ذیل ہو گا۔

$$\iiint\limits_{T} \frac{\partial u_3}{\partial z}\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z = \iint\limits_{\overline{R}} \Big[\int_{g(x,y)}^{h(x,y)} \frac{\partial u_3}{\partial z}\,\mathrm{d}z\Big]\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y \tag{11.83}$$

اس میں اندرونی تکمل لیتے ہیں۔

$$\int_g^h \frac{\partial u_3}{\partial z}\,\mathrm{d}z = u_3(x,y,h) - u_3(x,y,g)$$

یوں مساوات 11.83 کا بایاں ہاتھ درج ذیل کے برابر ہو گا۔

$$\iint\limits_{\overline{R}} u_3[x,y,h(x,y)]\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y - \iint\limits_{\overline{R}} u_3[x,y,g(x,y)]\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y \tag{11.84}$$

آئیں اب ثابت کرتے ہیں کہ مساوات 11.81 کا دایاں ہاتھ بھی اسی کے برابر ہے۔ چونکہ S_3 پر $\gamma = \frac{\pi}{2}$ ہے لہٰذا $\cos\gamma = 0$ ہو گا اور یوں مساوات 11.83 کے دائیں ہاتھ S_3 پر سطحی تکمل صفر کے برابر ہو گا۔یوں درج ذیل رہ جاتا ہے۔

$$\iint\limits_{S} u_3 \cos\gamma\,\mathrm{d}A = \iint\limits_{S_1} u_3\cos\gamma\,\mathrm{d}A + \iint\limits_{S_2} u_3\cos\gamma\,\mathrm{d}A$$

S_1 پر γ زاویہ حادہ ہے لہٰذا $\sigma = \gamma$ لیتے ہوئے مساوات 11.61 سے $\mathrm{d}A = \sec\gamma \,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y$ ملتا ہے۔چونکہ $\cos\gamma\sec\gamma = 1$ کے برابر ہے لہٰذا یوں

$$\iint\limits_{S_1} u_3 \cos\gamma \,\mathrm{d}A = \iint\limits_{\overline{R}} u_3[x, y, h(x, y)] \,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y$$

حاصل ہو گا جو مساوات 11.84 میں پہلی دوہرا تکمل کے برابر ہے۔اسی طرح S_2 پر γ زاویہ منفرجہ ہے لہٰذا $\pi - \gamma$ مساوات 11.61 میں زاویہ حادہ σ کے مترادف ہو گا۔یوں

$$\mathrm{d}A = \sec(\pi - \gamma)\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y = -\sec\gamma\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y$$

لکھتے ہوئے

$$\iint\limits_{S_2} u_3 \cos\gamma \,\mathrm{d}A = -\iint\limits_{\overline{R}} u_3[x, y, g(x, y)] \,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y \tag{11.85}$$

ہو گا جو عین 11.61 میں دوسرے دوہرا تکمل کے برابر ہے۔یوں مساوات 11.81 ثابت ہوا۔

مساوات 11.79 اور مساوات 11.80 کو بالکل اسی طرح ثابت کیا جا سکتا ہے جہاں مساوات 11.82 کی طرح T کو درج ذیل سے ظاہر کیا جائے گا۔

$$\tilde{g}(y, z) \le x \le \tilde{h}(y, z) \quad \text{اور} \quad g^*(x, z) \le y \le h^*(x, z)$$

اس طرح مسئلہ پھیلاو کا مخصوص خطے میں ثبوت مکمل ہوتا ہے۔

ایسا خطہ T جس کو اضافی سطحوں کی مدد سے محدود تعداد کی مخصوص ٹکڑوں میں تقسیم کرنا ممکن ہو کے ہر ٹکڑے پر مسئلہ پھیلاو لاگو کرتے ہوئے تمام جوابات کو مجموعہ لینے سے پوری خطے پر مسئلہ ثابت ہو گا۔اس ترکیب بالکل مسئلہ گرین میں استعمال کی گئی ترکیب کی طرح ہے۔ہر اضافی سطح پر دو مرتبہ حاصل سطحی تکمل کے جوابات کا مجموعہ صفر کے برابر ہو گا جبکہ باقی سطحوں پر سطحی تکمل T کی پوری سطح S پر سطحی تکمل ہی ہو گا۔ T کے تمام ٹکڑوں کے حجمی تکملات کا مجموعہ T کے حجمی تکمل کے برابر ہو گا۔

یوں کسی بھی عملی استعمال کے محدود خطہ T کے لئے مسئلہ پھیلاو کا ثبوت مکمل ہوتا ہے۔

□

مسئلہ گرین خطی تکمل کے حل میں کار آمد ثابت ہوتا ہے۔اسی طرح مسئلہ پھیلاو سطحی تکمل کے حل میں کار آمد ثابت ہوتا ہے۔

مثال 11.21: سطحی تکمل کا حصول بذریعہ مسئلہ پھیلاو
درج ذیل کو تہرا تکمل میں تبدیل کرتے ہوئے حل کریں جہاں S بیلن $x^2+y^2=a^2\,(0 \le z \le b)$ اور اس کے دونوں اطراف کی ڈھکنوں کی سطح ہے۔

$$I=\iint\limits_S (x^3 \,\mathrm{d}y \,\mathrm{d}z + x^2 y \,\mathrm{d}x \,\mathrm{d}z + x^2 z \,\mathrm{d}x \,\mathrm{d}y)$$

حل: یہاں مساوات 11.77 اور مساوات 11.78 میں $u_1=x^3$ ، $u_2=x^2y$ ، $u_3=x^2z$ ہیں۔یوں خطہ T کی تشاکل کو دیکھ کر ہم درج ذیل لکھ سکتے ہیں۔

$$\iiint\limits_T (3x^2+x^2+x^2)\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z = 4 \cdot 5 \int_0^b \int_0^a \int_0^{\sqrt{a^2-y^2}} x^2 \,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z$$

اندرونی تکمل $\frac{1}{3}(a^2-y^2)^{\frac{3}{2}}$ کے برابر ہے۔یوں $y=a\cos t$ چنتے ہوئے

$$\mathrm{d}y=-a\sin t\,\mathrm{d}t, \quad (a^2-y^2)^{\frac{3}{2}}=a^3\sin^3 t$$

لکھا جا سکتا ہے۔اب y پر تکمل

$$\frac{1}{3}\int_0^a (a^2-y^2)^{\frac{3}{2}}\,\mathrm{d}y = -\frac{1}{3}a^4\int_{\frac{\pi}{2}}^0 \sin^4 t\,\mathrm{d}t=\frac{\pi a^4}{16}$$

ہو گا اور آخر میں z پر تکمل جزو b دیتا ہے لہٰذا جواب درج ذیل ہو گا۔

$$I=4\cdot 5\frac{\pi a^4}{16}b=\frac{5}{4}\pi a^4 b$$

□

11.9 مسئلہ پھیلاو کے نتائج اور استعمال

مسئلہ پھیلاو کی عملی استعمال اور اس کے چند اہم نتائج کی مثالیں اس حصے میں پیش کی جائیں گی۔ان مثالوں میں فرض کیا جاتا ہے کی تفاعل اور خطہ مسئلہ پھیلاو کے شرائط پر پورا اترتے ہیں۔مزید کہ سطح S پر خطہ T کا باہر رخ اکائی عمودی سمتیہ n ہے۔

مثال 11.22: محدد سے آزاد پھیلاو

مسئلہ پھیلاو کی (مساوات 11.75) کے دونوں اطراف کو خطہ T کی حجم $H(T)$ سے تقسیم کرتے ہوئے

$$\frac{1}{H(T)}\iiint\limits_T \nabla\cdot\boldsymbol{u}\,\mathrm{d}H=\frac{1}{H(T)}\iint\limits_{S(T)} u_n\,\mathrm{d}A \tag{11.86}$$

ملتا ہے جہاں T کی سرحدی سطح $S(T)$ ہے۔دوہرا تکمل کی خصوصیات کو حصہ 11.3 میں بیان کیا گیا۔تہرا تکمل بھی یہی خصوصیات رکھتا ہے۔بالخصوص تہرا تکمل کا **مسئلہ اوسط قیمت** کہتا ہے کہ خطہ T میں کسی بھی استمراری تفاعل $f(x,y,z)$ کے لئے T میں ایسا نقطہ $Q:(x_0,y_0,z_0)$ پایا جائے گا کہ درج ذیل درست ہو گا۔

$$\iiint\limits_T f(x,y,z)\,\mathrm{d}H=f(x_0,y_0,z_0)H(T)$$

یوں $f=\nabla\cdot\boldsymbol{u}$ پر کرتے ہوئے مساوات 11.86 سے درج ذیل ملتا ہے۔

$$\frac{1}{H(T)}\iiint\limits_T \nabla\cdot\boldsymbol{u}\;\mathrm{d}H=\nabla\cdot\boldsymbol{u}(x_0,y_0,z_0) \tag{11.87}$$

فرض کریں کہ T میں $N:(x_1,y_1,z_1)$ کوئی مقررہ نقطہ ہے اور T نقطہ N کے گرد یوں سکڑتا ہے کہ N سے T کے دور ترین نقطے کا فاصل $d(T)$ صفر کے قریب پہنچے۔اس طرح نقطہ Q نقطہ N کے قریب پہنچے گا اور مساوات 11.86 اور مساوات 11.87 سے ظاہر کہ کہ نقطہ N پر $\boldsymbol{u}$ کی پھیلاو درج ذیل ہو گی۔

$$\nabla\cdot\boldsymbol{u}(x_1,y_1,z_1)=\lim_{d(T)\to 0}\frac{1}{V(T)}\iint\limits_{S(T)} u_n\,\mathrm{d}A \tag{11.88}$$

اس کلیہ کو بعض اوقات پھیلاو کی تعریف تصور کیا جاتا ہے۔جہاں حصہ 10.10 میں پھیلاو کی تعریف میں x ، y ، z محدد پائے جاتے ہیں مساوات 11.88 میں دی گئی پھیلاو کی تعریف محدد سے پاک ہے۔اس سے یک دم اخذ کیا جا سکتا ہے کہ پھیلاو کی قیمت پر محددی نظام کی انتخاب کا کوئی اثر نہیں پایا جاتا ہے۔ □

مثال 11.23: پھیلاو کا طبعی مفہوم

مسئلہ پھیلاو سے سمتیہ کی پھیلاو کا مفہوم سمجھا جا سکتا ہے۔ایسا ہی کرنے کی خاطر ہم اکائی کمیتی کثافت $\rho=1$ کی

داب ناپذیر سیال کی برقرار حال (وقت کے ساتھ نہ تبدیل ہوتا) بہاو پر غور کرتے ہیں (مثال 10.24 بھی دیکھیں)۔ کسی بھی نقطہ N پر ایسی بہاو کا تعین اس نقطہ پر سمتی رفتار سمتیہ $\boldsymbol{v}(N)$ سے کیا جاتا ہے۔

فرض کریں کہ فضا میں خطہ T کی سرحدی سطح S ہے اور $\boldsymbol{n}$ باہر رخ S کا اکائی عمودی سمتیہ ہے۔اس سطح کے چھوٹے حصہ ΔS جس کا رقبہ ΔA ہے سے، اندرون S سے بیرون S رخ، اکائی وقت میں کمیت کی اخراج $v_n \Delta A$ [47] ہو گی جہاں $v_n = \boldsymbol{v} \cdot \boldsymbol{n}$ سمتیہ $\boldsymbol{v}$ کا $\boldsymbol{n}$ رخ جزو ہے (یعنی S کا عمودی جزو ہے) اور $\boldsymbol{n}$ کو ΔS کے کسی موزوں نقطے پر لیا گیا ہے۔یوں T سے کل اخراج جو S سے گزرتا ہے سطحی تکمل

$$\iint_S v_n \, \mathrm{d}A$$

سے حاصل ہو گا۔یہ تکمل T کا کل اخراج دیتا ہے۔یوں T کی اوسط اخراج

$$\frac{1}{H} \iint_S v_n \, \mathrm{d}A \tag{11.89}$$

ہو گی جہاں T کا حجم H ہے۔چونکہ بہاو برقرار حال ہے اور سیال داب ناپذیر ہے لہٰذا T سے اخراج برابر کمیت T کو مہیا کی جاتی ہو گی۔یوں اگر مساوات 11.89 کے تکمل کی قیمت غیر صفر ہو تب T میں **منبع**[48] (مثبت منبع یا منفی منبع) پایا جاتا ہو گا جہاں سیال پیدا یا غائب ہوتا ہے۔

اگر ہم T کو ایک نقطہ N مانند کر دیں تب مساوات 11.89 ہمیں N پر **شدت منبع**[49] دیگا (مساوات 11.88 کا دائیں ہاتھ جہاں v_n کی جگہ u_n لکھا گیا ہے)۔ اس سے ظاہر ہے کہ داب ناپذیر سیال کی برقرار حال سمتی رفتار سمتیہ $\boldsymbol{v}$ کا نقطہ N پر پھیلاو سے مراد N پر شدت منبع ہے۔صرف اور صرف اس صورت T میں کوئی منبع نہ ہو گا جب $\nabla \cdot \boldsymbol{v} \equiv 0$ ہو اور ایسی صورت میں میں کسی بھی بند سطح S^* کے لئے درج ذیل درست ہو گا۔

$$\iint_{S^*} v_n \, \mathrm{d}A = 0$$

آپ نے دیکھا کہ کسی نقطہ سے سیال کی اخراج کو اس نقطہ پر $\boldsymbol{v}$ کی پھیلاو ظاہر کرتی ہے۔ہم کہتے ہیں سیال اس نقطہ سے نکل کر پھیلتا ہے۔اسی سے اس عمل کو پھیلاو کہتے ہیں۔ □

---

[47] کسی نقطہ پر v_n منفی ہو سکتا ہے لہٰذا ایسے نقطے پر سیال S میں داخل ہو گا۔

[48] source

[49] source intensity

مثال 11.24: مساوات حرارت۔ حراری بہاو
ہم جانتے ہیں کہ کسی بھی جسم میں حراری توانائی کا بہاو گرم سے سرد مقام کے رخ ہو گا۔اس کا مطلب ہے کہ حراری بہاو کی سمتی رفتار $\boldsymbol{v}$ درج طرز کی ہو گی

$$\boldsymbol{v} = -K\nabla U \tag{11.90}$$

جہاں $U(x,y,z,t)$ لمحہ t پر نقطہ (x,y,z) کا درجہ حرارت ہے اور K جسم کی **حراری موصلیت**[50] ہے۔عمومی طبعی حالات میں K ایک مستقل ہو گا۔

فرض کریں کہ جسم میں R کوئی خطہ ہے جس کی سرحدی سطح S ہے۔یوں اکائی وقت میں R سے کل حراری توانائی کا اخراج

$$\iint_S v_n \,\mathrm{d}A$$

ہو گا جہاں $v_n = \boldsymbol{v}\cdot\boldsymbol{n}$ سرحد S پر باہر رخ اکائی عمودی سمتیہ $\boldsymbol{n}$ کی رخ $\boldsymbol{v}$ کا جزو ہے۔یہ تعلق گزشتہ مثال کی حاصل کیا گیا ہے۔ مساوات 11.90 اور مسئلہ پھیلاو سے درج ذیل لکھا جا سکتا ہے (مساوات 10.114)۔

$$\iint_S v_n \,\mathrm{d}A = -K\iiint_R \nabla\cdot(\nabla U)\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z = -K\iiint_R \nabla^2 U\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z \tag{11.91}$$

R میں کل حراری توانائی W درج ذیل ہے

$$W = \iiint_R \sigma\rho U\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z$$

جہاں σ جسم کے مواد کی **خصوصی حراری استعداد**[51] ہے جبکہ ρ جسم کی کمیتی کثافت (کمیت فی اکائی حجم) ہے۔یوں جسم میں حراری توانائی کی وقت کے ساتھ گھٹاو

$$-\frac{\partial W}{\partial t} = -\iiint_R \sigma\rho\frac{\partial U}{\partial t}\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z$$

ہو گی جو عین R سے توانائی کی اخراج کے برابر ہو گا یعنی

$$-\iiint_R \sigma\rho\frac{\partial U}{\partial t}\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z = -K\iiint_R \nabla^2 U\,\mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z$$

[50] thermal conductivity
[51] specific heat capacity

یا:

$$\iiint_R \left(\sigma\rho\frac{\partial U}{\partial t} - K\nabla^2 U\right) \mathrm{d}x\,\mathrm{d}y\,\mathrm{d}z = 0$$

چونکہ یہ مساوات کسی بھی خطہ R کے لئے درست ہے لہٰذا متکمل (اگر استمراری ہو تب) تمام R میں صفر کے برابر ہو گا یعنی:

$$\frac{\partial U}{\partial t} = c^2\nabla^2 U \qquad (c^2 = \frac{K}{\sigma\rho}) \tag{11.92}$$

یہ **حراری مساوات**[52] کہلاتی ہے جو حراری بہاو کی بنیادی مساوات ہے۔ □

مثال 11.25: لاپلاسی مساوات کے حل کی بنیادی خصوصیت
مسئلہ پھیلاو کی مساوات

$$\iiint_T \nabla \boldsymbol{u}\,\mathrm{d}H = \iint_S u_n\,\mathrm{d}A \tag{11.93}$$

پر غور کریں۔فرض کریں کہ $\boldsymbol{u}$ کسی غیر سمتی تفاعل کی ڈھلوان $\boldsymbol{u} = \nabla f$ ہے۔یوں

$$\nabla \cdot \boldsymbol{u} = \nabla \cdot (\nabla f) = \nabla^2 f$$

ہو گا (مساوات 10.114)۔مزید

$$u_n = \boldsymbol{u} \cdot \boldsymbol{n} = \boldsymbol{n} \cdot \nabla f$$

لکھا جائے گا جو مساوات 10.81 کے تحت S کے باہر رخ f کا سمتی تفرق ہے جس کو $\frac{\partial f}{\partial n}$ سے ظاہر کرتے ہوئے مساوات 11.93 کو درج ذیل لکھا جا سکتا ہے۔

$$\iiint_T \nabla^2 f\,\mathrm{d}H = \iint_S \frac{\partial f}{\partial n}\,\mathrm{d}A \tag{11.94}$$

ظاہر ہے کہ یہ مساوات 11.33 کی تین بعدی مماثل ہے۔ □

مسئلہ پھیلاو کے لئے درکار شرائط کو مد نظر رکھتے ہوئے مساوات 11.94 سے درج ذیل اخذ کیا جا سکتا ہے۔

[52] heat equation

مسئلہ 11.3: (لاپلاسی مساوات کے حل کی خصوصیت)
فرض کریں کہ کسی خطہ D میں تفاعل $f(x, y, z)$ لاپلاسی مساوات

$$\nabla^2 f = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2} = 0$$

کا حل ہے اور D میں f کے دو درجی جزوی تفرق استمراری ہیں۔تب D میں کسی بھی ٹکڑوں میں ہموار بند اور قابل سمت بند سطح S پر f کے عمودی (سمتی) تفرق کا تکمل صفر ہو گا۔

مثال 11.26: مسئلہ گرین

□

ضمیمہ ا

اضافی ثبوت

صفحہ 139 پر مسئلہ 2.2 بیان کیا گیا جس کا ثبوت یہاں پیش کرتے ہیں۔

ثبوت : یکتائی (مسئلہ 2.2)
تصور کریں کہ کھلے وقفے I پر ابتدائی قیمت مسئلہ

$$y'' + p(x)y' + q(x)y = 0, \quad y(x_0) = K_0, \quad y'(x_0) = K_1 \tag{ا.1}$$

کے دو عدد حل $y_1(x)$ اور $y_2(x)$ پائے جاتے ہیں۔ہم ثابت کرتے ہیں کہ I پر ان کا فرق

$$y(x) = y_1(x) - y_2(x)$$

مکمل صفر کے برابر ہے۔یوں $y_1(x) \equiv y_2(x)$ ہو گا جو یکتائی کا ثبوت ہے۔

چونکہ مساوات ا.1 خطی اور متجانس ہے لہٰذا I پر $y(x)$ بھی اس کا حل ہو گا اور چونکہ y_1 اور y_2 دونوں یکساں ابتدائی معلومات پر پورا اترتے ہیں لہٰذا y درج ذیل ابتدائی معلومات پر پورا اترے گا۔

$$y(x_0) = 0, \quad y'(x_0) = 0 \tag{ا.2}$$

ہم تفاعل

$$z = y^2 + y'^2 \tag{ا.3}$$

اور اس کے تفرق

$$z' = 2yy' + 2y'y'' \tag{ا.4}$$

پر غور کرتے ہیں۔ تفرقی مساوات ا.1 کو

$$y'' = -py' - qy$$

لکھتے ہوئے اس کو z' میں پر کرتے ہیں۔

$$z' = 2yy' + 2y'(-py' - qy) = 2yy' - 2py'^2 - 2qyy' \tag{ا.5}$$

اب چونکہ y اور y' حقیقی تفاعل ہیں لہٰذا ہم

$$(y \mp y')^2 = y^2 \mp 2yy' + y'^2 \geq 0 \tag{ا.6}$$

یعنی

$$\text{(الف)} \quad 2yy' \leq y^2 + y'^2 = z, \qquad \text{(ب)} \quad -2yy' \leq y^2 + y'^2 = z, \tag{ا.7}$$

لکھ سکتے ہیں جہاں مساوات ا.3 کا استعمال کیا گیا ہے۔ مساوات ا.7-ب کو $2yy' \geq -z$ لکھتے ہوئے مساوات ا.7 کے دونوں حصوں کو $|2yy'| \leq z$ لکھا جا سکتا ہے۔ یوں مساوات ا.5 کے آخری جزو کے لئے

$$-2qyy' \leq \left|-2qyy'\right| = |q|\left|2yy'\right| \leq |q|\, z$$

لکھا جا سکتا ہے۔ اس نتیجے کے ساتھ ساتھ $-p \leq |p|$ استعمال کرتے ہوئے اور مساوات ا.7-الف کو مساوات ا.5 کے $2yy'$ جزو میں استعمال کرتے ہوئے

$$z' \leq z + 2|p|\, y'^2 + |q|\, z$$

ملتا ہے۔ اب چونکہ $y'^2 \leq y^2 + y'^2 = z$ ہے لہٰذا اس سے

$$z' \leq (1 + |p| + |q|)z$$

ملتا ہے۔ اس میں $1 + |q| + |p| = h$ لکھتے ہوئے

$$z' \leq hz \qquad I \text{ پر تمام } x \tag{ا.8}$$

حاصل ہوتا ہے۔ اسی طرح مساوات ا.5 اور مساوات ا.7 سے درج ذیل بھی حاصل ہوتا ہے۔

$$\begin{aligned} -z' &= -2yy' + 2py'^2 + 2qyy' \\ &\leq z + 2|p|\, z + |q|\, z = hz \end{aligned} \tag{ا.9}$$

مساوات 1.8 اور مساوات 1.9 کے غیر مساوات درج ذیل غیر مساوات کے مترادف ہیں

$$z' - hz \leq 0, \quad z' + hz \geq 0 \tag{1.10}$$

جن کے بائیں ہاتھ کے جزو تکمل درج ذیل ہیں۔

$$F_1 = e^{-\int h(x)\,\mathrm{d}x}, \qquad F_2 = e^{\int h(x)\,\mathrm{d}x}$$

چونکہ $h(x)$ استمراری ہے لہٰذا اس کا تکمل پایا جاتا ہے۔چونکہ F_1 اور F_2 مثبت ہیں لہٰذا انہیں مساوات 1.10 کے ساتھ ضرب کرنے سے

$$(z' - hz)F_1 = (zF_1)' \leq 0, \quad (z' + hz)F_2 = (zF_2)' \geq 0$$

حاصل ہوتا ہے۔اس کا مطلب ہے کہ I پر zF_1 بڑھ نہیں رہا اور zF_2 گھٹ نہیں رہا۔مساوات 1.2 کے تحت $z(x_0) = 0$ ہے لہٰذا $x \leq x_0$ کی صورت میں

$$zF_1 \geq (zF_1)_{x_0} = 0, \qquad zF_2 \leq (zF_2)_{x_0} \tag{1.11}$$

ہو گا اور اسی طرح $x \geq x_0$ کی صورت میں

$$zF_1 \leq 0, \qquad zF_2 \geq 0 \tag{1.12}$$

ہو گا۔اب انہیں مثبت قیمتوں F_1 اور F_2 سے تقسیم کرتے ہوئے

$$z \leq 0, \qquad z \geq 0 \qquad \text{پر تمام } x \text{ کے لئے } I \tag{1.13}$$

ملتا ہے جس کا مطلب ہے کہ I پر $z = y^2 + y'^2 \equiv 0$ ہے۔یوں I پر $y \equiv 0$ یعنی $y_1 \equiv y_2$ ہے جو درکار ثبوت ہے۔

$\square$

ضمیمہ ب

مفید معلومات

1.ب اعلٰی تفاعل کے مساوات

قوت نمائی تفاعل e^x (شکل 1.ب-الف)

$$e = 2.718\,281\,828\,459\,045\,235\,360\,287\,471\,353$$

$$e^x e^y = e^{x+y}, \quad \frac{e^x}{e^y} = e^{x-y}, \quad (e^x)^y = e^{xy} \tag{ب.1}$$

قدرتی لوگارتھم (شکل 1.ب-ب)

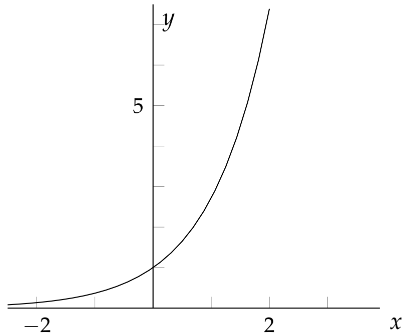
$$\ln(xy) = \ln x + \ln y, \quad \ln\frac{x}{y} = \ln x - \ln y, \quad \ln(x^a) = a\ln x \tag{ب.2}$$

e^x کا الٹ $\ln x$ ہے۔اس کے علاوہ $e^{\ln x} = x$ اور $e^{-\ln x} = e^{\ln\frac{1}{x}} = \frac{1}{x}$ ہیں۔

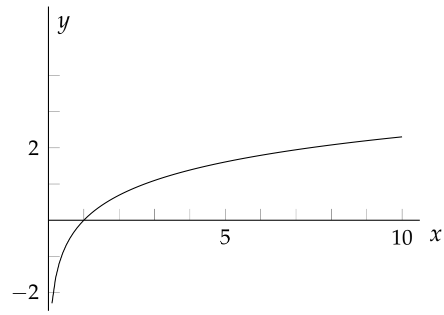
اساس دس کا لوگارتھم $\log_{10} x$ یا $\log x$

$$\log x = M\ln x, \quad M = \log e = 0.434\,294\,481\,903\,251\,827\,651\,128\,918\,917 \tag{ب.3}$$

$$\ln x = \frac{1}{M}\log x, \quad \frac{1}{M} = 2.302\,585\,092\,994\,045\,684\,017\,991\,454\,684 \tag{ب.4}$$

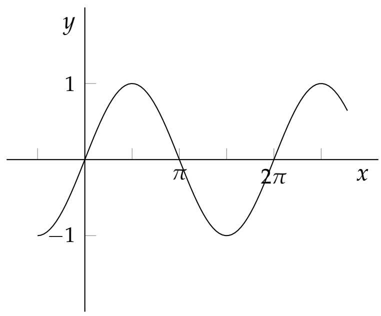


(الف) قوت نمائی تفاعل e^x

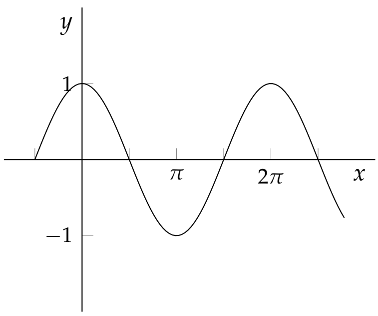


(ب) قدرتی لوگارتھم $\ln x$

شکل 1.ب: قوت نمائی تفاعل اور قدرتی لوگارتھم تفاعل



(الف) $\sin x$



(ب) $\cos x$

شکل 2.ب: سائن نما تفاعل

10^x کا الٹ $\log x$ ہے۔اس کے علاوہ $10^{\log x} = x$ اور $10^{-\log x} = 10^{\log \frac{1}{x}} = \frac{1}{x}$ ہیں۔

سائن اور کوسائن تفاعل (شکل 2.ب-الف اور ب)۔ احصائے تکملات میں زاویہ کو ریڈئین میں ناپا جاتا ہے۔یوں $\sin x$ اور $\cos x$ کا دوری عرصہ 2π ہو گا۔ $\sin x$ طاق ہے یعنی $\sin(-x) = -\sin x$ ہو گا جبکہ $\cos x$ جفت ہے یعنی $\cos(-x) = \cos x$ ہو گا۔

$$1^\circ = 0.017\,453\,292\,519\,943\ \text{rad}$$
$$1\ \text{radian} = 57^\circ\,17'\,44.80625'' = 57.2957795131^\circ$$

$$\sin^2 x + \cos^2 x = 1 \tag{ب.5}$$

$$\begin{aligned} \sin(x-y) &= \sin x \cos y - \cos x \sin y \\ \cos(x+y) &= \cos x \cos y - \sin x \sin y \\ \cos(x-y) &= \cos x \cos y + \sin x \sin y \end{aligned} \tag{ب.6}$$

$$\sin 2x = 2\sin x \cos x, \quad \cos 2x = \cos^2 x - \sin^2 x \tag{ب.7}$$

$$\begin{aligned} \sin x &= \cos\left(x - \frac{\pi}{2}\right) = \cos\left(\frac{\pi}{2} - x\right) \\ \cos x &= \sin\left(x + \frac{\pi}{2}\right) = \sin\left(\frac{\pi}{2} - x\right) \end{aligned} \tag{ب.8}$$

$$\sin(\pi - x) = \sin x, \quad \cos(\pi - x) = -\cos x \tag{ب.9}$$

$$\cos^2 x = \frac{1}{2}(1 + \cos 2x), \quad \sin^2 x = \frac{1}{2}(1 - \cos 2x) \tag{ب.10}$$

$$\begin{aligned} \sin x \sin y &= \frac{1}{2}[-\cos(x+y) + \cos(x-y)] \\ \cos x \cos y &= \frac{1}{2}[\cos(x+y) + \cos(x-y)] \\ \sin x \cos y &= \frac{1}{2}[\sin(x+y) + \sin(x-y)] \end{aligned} \tag{ب.11}$$

$$\begin{aligned} \sin u + \sin v &= 2\sin\frac{u+v}{2}\cos\frac{u-v}{2} \\ \cos u + \cos v &= 2\cos\frac{u+v}{2}\cos\frac{u-v}{2} \\ \cos v - \cos u &= 2\sin\frac{u+v}{2}\sin\frac{u-v}{2} \end{aligned} \tag{ب.12}$$

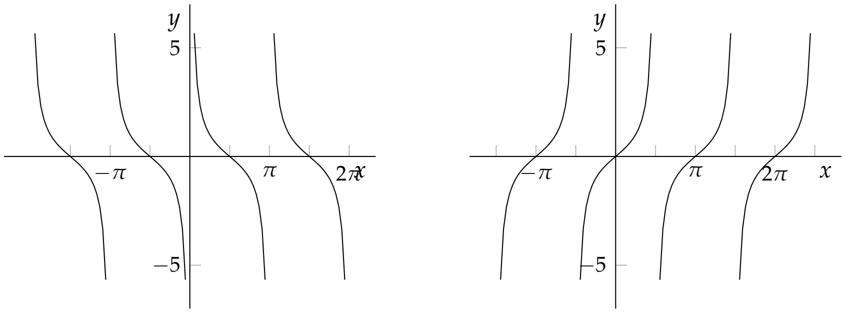
$$A\cos x + B\sin x = \sqrt{A^2 + B^2}\cos(x \mp \delta), \quad \tan\delta = \frac{\sin\delta}{\cos\delta} = \pm\frac{B}{A} \tag{ب.13}$$

$$A\cos x + B\sin x = \sqrt{A^2 + B^2}\sin(x \mp \delta), \quad \tan\delta = \frac{\sin\delta}{\cos\delta} = \mp\frac{A}{B} \tag{ب.14}$$

ٹینجنٹ، کوٹینجنٹ، سیکنٹ، کوسیکنٹ (شکل 3.ب-الف، ب)

$$\tan x = \frac{\sin x}{\cos x}, \quad \cot x = \frac{\cos x}{\sin x}, \quad \sec x = \frac{1}{\cos x}, \quad \csc = \frac{1}{\sin x} \tag{ب.15}$$

$$\tan(x+y) = \frac{\tan x + \tan y}{1 - \tan x \tan y}, \quad \tan(x-y) = \frac{\tan x - \tan y}{1 + \tan x \tan y} \tag{ب.16}$$



$\cot x$ (ب) $\tan x$ (الف)

شکل 3.ب: ٹینجنٹ اور کوٹینجنٹ

ہذلولی تفاعل (ہذلولی سائن $\sin hx$ وغیرہ۔ شکل 4.ب-الف، ب)

$$\sinh x = \frac{1}{2}(e^x - e^{-x}), \quad \cosh x = \frac{1}{2}(e^x + e^{-x}) \tag{ب.17}$$

$$\tanh x = \frac{\sinh x}{\cosh x}, \quad \coth x = \frac{\cosh x}{\sinh x} \tag{ب.18}$$

$$\cosh x + \sinh x = e^x, \quad \cosh x - \sinh x = e^{-x} \tag{ب.19}$$

$$\cosh^2 x - \sinh^2 x = 1 \tag{ب.20}$$

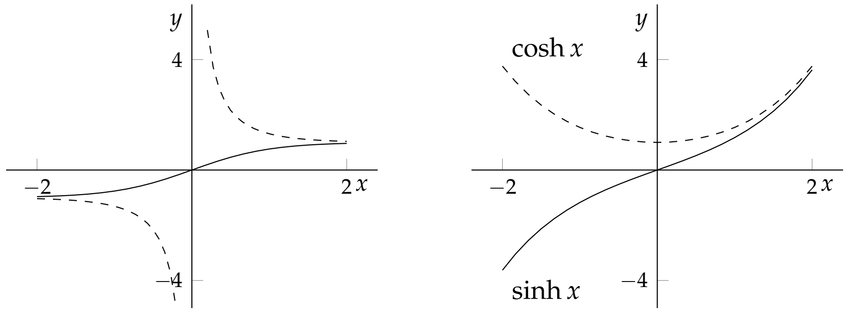
$$\sinh^2 = \frac{1}{2}(\cosh 2x - 1), \quad \cosh^2 x = \frac{1}{2}(\cosh 2x + 1) \tag{ب.21}$$

$$\begin{aligned} \sinh(x \mp y) &= \sinh x \cosh y \mp \cosh x \sinh y \\ \cosh(x \mp y) &= \cosh x \cosh y \mp \sinh x \sinh y \end{aligned} \tag{ب.22}$$

$$\tanh(x \mp y) = \frac{\tanh x \mp \tanh y}{1 \mp \tanh x \tanh y} \tag{ب.23}$$

گیما تفاعل (شکل 5.ب) $\Gamma(\alpha)$ کی تعریف درج ذیل تکمل ہے

$$\Gamma(\alpha) = \int_0^\infty e^{-t} t^{\alpha-1}\, \mathrm{d}t \qquad (\alpha > 0) \tag{ب.24}$$



(ب) ٹھوس خط $\tanh x$ ہے جبکہ نقطہ دار خط $\coth x$ ہے۔

(الف) ٹھوس خط $\sinh x$ ہے جبکہ نقطہ دار خط $\cosh x$ ہے۔

شکل 4.ب: ہذلولی سائن، ہذلولی تفاعل۔

جو صرف مثبت ($\alpha > 0$) کے لئے معنی رکھتا ہے (یا اگر ہم مخلوط α کی بات کریں تب یہ α کی ان قیمتوں کے لئے معنی رکھتا ہے جن کا حقیقی جزو مثبت ہو)۔ تکمل بالحصص سے درج ذیل اہم تعلق حاصل ہوتا ہے۔

$$\Gamma(\alpha+1) = \alpha\Gamma(\alpha) \tag{25.ب}$$

مساوات 24.ب سے $\Gamma(1) = 1$ ملتا ہے۔ یوں مساوات 25.ب استعمال کرتے ہوئے $\Gamma(2) = 1$ حاصل ہو گا جسے دوبارہ مساوات 25.ب میں استعمال کرتے ہوئے $\Gamma(3) = 2 \times 1$ ملتا ہے۔اسی طرح بار بار مساوات 25.ب استعمال کرتے ہوئے α کی کسی بھی عدد صحیح مثبت قیمت k کے لئے درج ذیل حاصل ہوتا ہے۔

$$\Gamma(k+1) = k! \qquad (k = 0, 1, 2, \cdots) \tag{26.ب}$$

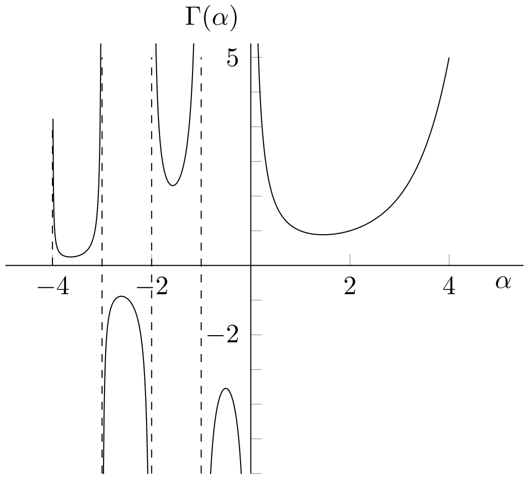
مساوات 25.ب کے بار بار استعمال سے درج ذیل حاصل ہوتا ہے

$$\Gamma(\alpha) = \frac{\Gamma(\alpha+1)}{\alpha} = \frac{\Gamma(\alpha+2)}{\alpha(\alpha+1)} = \cdots = \frac{\Gamma(\alpha+k+1)}{\alpha(\alpha+1)(\alpha+2)\cdots(\alpha+k)}$$

جس کو استعمال کرتے ہوئے ہم α کی منفی قیمتوں کے لئے گیما تفاعل کی درج ذیل تعریف پیش کرتے ہیں

$$\Gamma(\alpha) = \frac{\Gamma(\alpha+k+1)}{\alpha(\alpha+1)(\alpha+2)\cdots(\alpha+k)} \qquad (\alpha \neq 0, -1, -2, \cdots) \tag{27.ب}$$

جہاں k کی ایسی کم سے کم قیمت چنی جاتی ہے کہ $\alpha + k + 1 > 0$ ہو۔مساوات 24.ب اور مساوات 27.ب مل کر α کی تمام مثبت قیمتوں اور غیر عددی صحیحی منفی قیمتوں کے لئے گیما تفاعل دیتے ہیں۔



شکل 5.ب: گیما تفاعل

گیما تفاعل کو حاصل ضرب کی حد بھی فرض کیا جا سکتا ہے یعنی

$$\Gamma(\alpha) = \lim_{n\to\infty} \frac{n!n^{\alpha}}{\alpha(\alpha+1)(\alpha+2)\cdots(\alpha+n)} \qquad (\alpha \neq 0, -1, \cdots) \tag{ب.28}$$

مساوات 27.ب اور مساوات 28.ب سے ظاہر ہے کہ مخلوط α کی صورت میں $\alpha = 0, -1, -2, \cdots$ پر گیما تفاعل کے قطب پائے جاتے ہیں۔

α کی بڑی قیمت کے لئے گیما تفاعل کی قیمت کو درج ذیل کلیہ سٹرلنگ سے حاصل کیا جا سکتا ہے جہاں e قدرتی لوگارتھم کی اساس ہے۔

$$\Gamma(\alpha+1) \approx \sqrt{2\pi\alpha}\left(\frac{\alpha}{e}\right)^{\alpha} \tag{ب.29}$$

آخر میں گیما تفاعل کی ایک اہم اور مخصوص (درج ذیل) قیمت کا ذکر کرتے ہیں۔

$$\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi} \tag{ب.30}$$

نا مکمل گیما تفاعل

$$P(\alpha, x) = \int_0^x e^{-t} t^{\alpha-1}\,\mathrm{d}t, \quad Q(\alpha, x) = \int_x^\infty e^{-t} t^{\alpha-1}\,\mathrm{d}t \qquad (\alpha > 0) \tag{ب.31}$$

$$\Gamma(\alpha) = P(\alpha, x) + Q(\alpha, x) \tag{ب.32}$$

بیٹا تفاعل

$$B(x, y) = \int_0^1 t^{x-1}(1-t)^{y-1}\,\mathrm{d}t \qquad (x > 0,\ y > 0) \tag{ب.33}$$

بیٹا تفاعل کو گیما تفاعل کی صورت میں بھی پیش کیا جا سکتا ہے۔

$$B(x, y) = \frac{\Gamma(x)\Gamma(y)}{\Gamma(x+y)} \tag{ب.34}$$

تفاعل خلل(شکل 6.ب)

$$\operatorname{erf} x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x e^{-t^2}\,\mathrm{d}t \tag{ب.35}$$

مساوات 35.ب کے تفرق $\operatorname{erf}' x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} e^{-t^2}$ کی مکلارن تسلسل

$$\operatorname{erf}' x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \left(x - \frac{x^3}{1!3} + \frac{x^5}{2!5} - \frac{x^7}{3!7} + - \cdots \right)$$

کا تکمل لینے سے تفاعل خلل کی تسلسل صورت حاصل ہوتی ہے۔

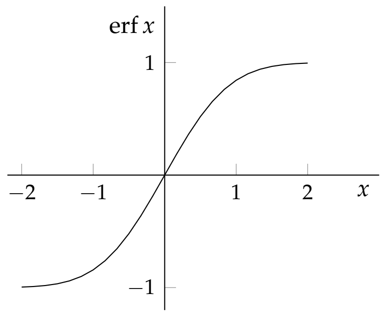
$$\operatorname{erf} x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \left(x - \frac{x^3}{1!3} + \frac{x^5}{2!5} - \frac{x^7}{3!7} + - \cdots \right) \tag{ب.36}$$

$erf\infty = 1$ ہے۔ **مکملہ تفاعل خلل**

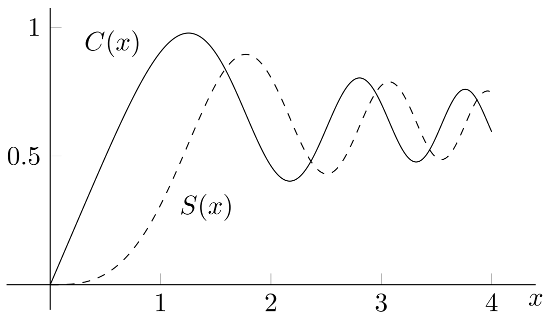
$$\operatorname{erfc} x = 1 - \operatorname{erf} x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_x^\infty e^{-t^2}\,\mathrm{d}t \tag{ب.37}$$

فرسنل تکملات (شکل 7.ب)

$$\mathrm{C}(x) = \int_0^x \cos(t^2)\,\mathrm{d}t, \quad \mathrm{S}(x) = \int_0^x \sin(t^2)\,\mathrm{d}t \tag{ب.38}$$



شکل 6.ب: تفاعل خلل۔



شکل 7.ب: فرسنل تکملات

$C(\infty)=\sqrt{\frac{\pi}{8}}$ اور $S(\infty)=\sqrt{\frac{\pi}{8}}$ ہیں۔ **مکملہ تفاعل**[1]

$$c(x)=\frac{\pi}{8}-C(x)=\int_x^\infty \cos(t^2)\,dt \tag{ب.39}$$

$$s(x)=\frac{\pi}{8}-S(x)=\int_x^\infty \sin(t^2)\,dt \tag{ب.40}$$

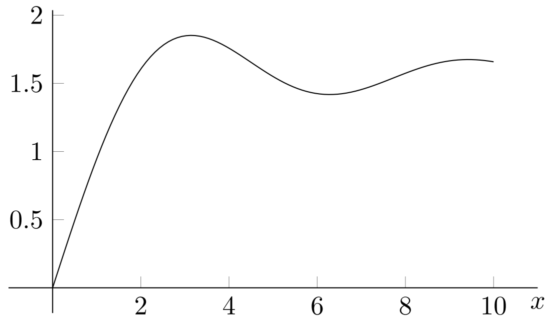
تکمل سائن (شکل 8.ب)

$$\mathrm{Si}(x)=\int_0^x \frac{\sin t}{t}\,dt \tag{ب.41}$$

$\mathrm{Si}\,\infty=\frac{\pi}{2}$ کے برابر ہے۔ **تکملہ تفاعل**

$$\mathrm{si}(x)=\frac{\pi}{2}-\mathrm{Si}(x)=\int_x^\infty \frac{\sin t}{t}\,dt \tag{ب.42}$$

[1] complementary functions



شکل 8.ب: تکمل سائن

تکمل کوسائن

$$\operatorname{si}(x) = \int_x^\infty \frac{\cos t}{t}\,\mathrm{d}t \qquad (x > 0) \tag{43.ب}$$

تکمل قوت نمائی

$$\operatorname{Ei}(x) = \int_x^\infty \frac{e^{-t}}{t}\,\mathrm{d}t \qquad (x > 0) \tag{44.ب}$$

تکمل لوگارتھمی

$$\operatorname{li}(x) = \int_0^x \frac{\mathrm{d}t}{\ln t} \tag{45.ب}$$