

# انجینئری حساب

(جلد اول)

خالد خان یوسفزئی

جامعہ کامیٹ، اسلام آباد

khalidyoufazai@comsats.edu.pk



# عنوان

vii

دیباچہ

ix

میری پہلی کتاب کا دیباچہ

1	1	درجہ اول سادہ تفرقی مساوات
2	1.1	نمونہ کشی
14	1.2	$y' = f(x, y)$ کا جیو میٹریائی مطلب۔ میدان کی سمت اور ترکیب پولر۔
23	1.3	قابل علیحدگی سادہ تفرقی مساوات
39	1.4	قطعی سادہ تفرقی مساوات اور جزو مکمل
51	1.5	خطی سادہ تفرقی مساوات۔ مساوات برنولی
68	1.6	عمودی خطوط کی نسلیں
72	1.7	ابتدائی قیمت تفرقی مساوات: حل کی وجودیت اور یکنائیت
79	2	درجہ دوم سادہ تفرقی مساوات
79	2.1	متجانس خطی دو درجی تفرقی مساوات
95	2.2	مستقل عددی سروالے متجانس خطی سادہ تفرقی مساوات
110	2.3	تفرقی عامل
114	2.4	اسپرنگ سے جڑی کمیت کی آزادانہ ارتعاش
130	2.5	پولر کوئی مساوات
138	2.6	حل کی وجودیت اور یکنائی؛ وروئسی
147	2.7	غیر متجانس سادہ تفرقی مساوات
159	2.8	جبری ارتعاش۔ گمک
165	2.8.1	برقرار حال حل کا حیظ۔ عملی گمک
169	2.9	برقی ادوار کی نمونہ کشی
180	2.10	مقدار معلوم بدلنے کے طریقے سے غیر متجانس خطی سادہ تفرقی مساوات کا حل

187	3	بلند درجی خطی سادہ تفرقی مساوات
187	3.1	متجانس خطی سادہ تفرقی مساوات
198	3.2	مستقل عددی سروالے متجانس خطی سادہ تفرقی مساوات
207	3.3	غیر متجانس خطی سادہ تفرقی مساوات
210	3.4	مقدار معلوم بدلنے کے طریقے سے غیر متجانس خطی سادہ تفرقی مساوات کا حل
219	4	نظام تفرقی مساوات
220	4.1	قالب اور سمتیہ کے بنیادی حقائق
229	4.2	سادہ تفرقی مساوات کے نظام بطور انجینئری مسائل کے نمونے
243	4.3	نظریہ نظام سادہ تفرقی مساوات اور ورسکی
244	4.3.1	خطی نظام
248	4.4	مستقل عددی سروالے نظام۔ سطح مرحلہ کی ترکیب
265	4.5	نقطہ فاصل کے جانچ پڑتال کا مسئلہ معیار۔ استحکام
273	4.6	کافی تراکیب برائے غیر خطی نظام
282	4.6.1	سطح حرکت پر ایک درجی مساوات میں متبادلہ
290	4.7	سادہ تفرقی مساوات کے غیر متجانس خطی نظام
291	4.7.1	نامعلوم عددی سر کی ترکیب
299	5	طافقی تسلسل سے سادہ تفرقی مساوات کا حل۔ اعلیٰ تفاعل
300	5.1	ترکیب طافقی تسلسل
315	5.2	لیونڈر مساوات۔ لیونڈر کثیر رکنی
332	5.3	مبسوط طافقی تسلسل۔ ترکیب فرونیوس
337	5.3.1	عملی استعمال
351	5.4	مساوات۔ بیسل اور بیسل تفاعل
366	5.5	بیسل تفاعل کی دوسری قسم۔ عمومی حل
372	5.6	قائمہ الزاویہ تفاعل کا سلسلہ
378	5.7	مسئلہ شیورم لیوویل
385	5.8	قائمیت لیونڈر کثیر رکنی اور بیسل تفاعل
395	6	لاپلاس متبادلہ
396	6.1	لاپلاس بدل۔ الٹ لاپلاس بدل۔ خطیت
405	6.2	تفرقات اور کلمات کے لاپلاس بدل۔ سادہ تفرقی مساوات
417	6.3	$s$ محور پر منتقلی، $t$ محور پر منتقلی، اکائی سیڑھی تفاعل
437	6.4	ڈیراک ڈیلٹا تفاعل۔ اکائی ضرب تفاعل۔ جزوی کسری پھیلاؤ
454	6.5	الچھاؤ
463	6.6	لاپلاس بدل کی مکمل اور تفرق۔ متغیر عددی سروالے سادہ تفرقی مساوات
471	6.7	تفرقی مساوات کے نظام

479	6.8	لاپلاس بدل کے عمومی کیلے
483	7	خطی الجبرا: سمتیات
483	7.1	غیر سمتیات اور سمتیات
485	7.2	سمتیہ کے اجزاء
491	7.3	سمتیات کا مجموعہ، غیر سمتی کے ساتھ ضرب
499	7.4	سمتی فضا۔ خطی تابعیت اور غیر تابعیت
505	7.5	اندرونی ضرب (ضرب نقطہ)
518	7.6	اندرونی ضرب فضا
520	7.7	سمتی ضرب
522	7.8	اجزاء کی صورت میں سمتی ضرب
533	7.9	غیر سمتی سہ ضرب اور دیگر متعدد ضرب
541	8	خطی الجبرا: قالب، سمتیہ، مقطع۔ خطی نظام
542	8.1	قالب اور سمتیات۔ مجموعہ اور غیر سمتی ضرب
552	8.2	قابلی ضرب
558	8.2.1	تبدیلی محل
570	8.3	خطی مساوات کے نظام۔ گاوسی اسقاط
582	8.3.1	صف زینہ دار صورت
590	8.4	خطی غیر تابعیت۔ درجہ قالب۔ سمتی فضا
604	8.5	خطی نظام کے حل: وجودیت، یکتا
610	8.6	دو درجہ اور تین درجہ مقطع قالب
613	8.7	مقطع۔ قاعدہ کریبر
629	8.8	معکوس قالب۔ گاوس جارجن اسقاط
644	8.9	سمتی فضا، اندرونی ضرب، خطی تبادلہ
661	9	خطی الجبرا: امتیازی قدر مسائل قالب
662	9.1	امتیازی قدر مسائل قالب۔ امتیازی اقدار اور امتیازی سمتیات کا حصول
672	9.2	امتیازی مسائل کے چند استعمال
680	9.3	تشاکلی، مخرف تشاکلی اور قائمہ الزاویہ قالب
687	9.4	امتیازی اساس، وتری بنانا، دو درجہ صورت
700	9.5	مخلوط قالب اور مخلوط صورتیں
711	10	سمتی تفرقی علم الاحصاء۔ سمتی تفاعل
711	10.1	غیر سمتی میدان اور سمتی میدان
713	10.2	سمتی علم الاحصاء
720	10.3	منحنی
726	10.4	لمبائی قوس
733	10.5	مماس، انحناء اور مروڑ
738	10.6	سمتی رفتار اور اسراع

745 . . . . .	10.7	زنجیری ترکیب اور متعدد متغیرات کے تفاعل کا اوسط قیمت مسئلہ
751 . . . . .	10.8	سمتی تفرق، غیر سمتی میدان کی ڈھلوان
764 . . . . .	10.9	تبادل محدود کی نظام اور تبادل ارکان سمتیات
769 . . . . .	10.10	سمتی میدان کی پھیلاؤ
777 . . . . .	10.11	سمتی تفاعل کی گردش

781	11	سمتی عملی علم الاحصاء۔ مکمل کے مسئلے
782 . . . . .	11.1	خطی مکمل
787 . . . . .	11.2	خطی مکمل کا حل
796 . . . . .	11.3	دوہرہ مکمل
809 . . . . .	11.4	دوہرہ مکمل کا خطی مکمل میں تبادلہ
819 . . . . .	11.5	سطحیں
824 . . . . .	11.6	مماسی سطح۔ بنیادی صورت اول۔ رقبہ
836 . . . . .	11.7	سطحی مکمل
844 . . . . .	11.8	تہرہ مکمل۔ گاؤس کا مسئلہ پھیلاؤ
849 . . . . .	11.9	مسئلہ پھیلاؤ کے نتائج اور استعمال
860 . . . . .	11.10	مسئلہ سٹوکس
865 . . . . .	11.11	مسئلہ سٹوکس کے نتائج اور عملی استعمال

869	ا	اضافی ثبوت
873	ب	مفید معلومات
873 . . . . .	1.ب	اعلیٰ تفاعل کے مساوات

## 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 از خود 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 روزمرہ میں استعمال ہونے والے الفاظ چنے گئے۔ تکنیکی الفاظ کی چٹائی کے وقت اس بات کا دہان رکھا گیا کہ ان کا استعمال دیگر مضامین میں بھی ممکن ہو۔

کتاب میں بین الاقوامی نظام اکائی استعمال کی گئی ہے۔ اہم متغیرات کی علامتیں وہی رکھی گئی ہیں جو موجودہ نظام 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 ہوگی۔

امید کی جاتی ہے کہ یہ کتاب ایک دن خالصتاً اردو زبان میں انجینئرنگ کی نصابی کتاب کے طور پر استعمال کی جائے گی۔ اردو زبان میں برقی انجینئرنگ 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 کامیٹ 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 پھیلاؤ

دہرا تکمل (حصہ 11.3) کی تصور کو وسعت دیتے ہوئے تہرا تکمل حاصل کیا جاسکتا ہے۔ فرض کریں کہ فضا کے کسی بند محدود<sup>45</sup> 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  $\Delta H_k$  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 جاسکتا ہے کہ حقیقی اعداد  $J_{n1}$ ،  $J_{n2}$ ، ... کا سلسلہ مرکب ہو گا جس کا حد ٹکڑوں کی چٹائی یا ٹکڑوں میں نقطوں  $(x, y, z_k)$  کی چٹائی سے بالکل آزاد ہو گا (مثال 11.1 کی طرح)۔ اس حد کو خطہ  $T$  پر  $f(x, y, z)$  کا تہرا تکمل<sup>46</sup> کہتے ہیں جس کو درج ذیل سے ظاہر کیا جاتا ہے۔

$$\iiint_T f(x, y, z) dx dy dz \quad \text{یا} \quad \iiint_T f(x, y, z) dH$$

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

<sup>45</sup>"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 جاسکتا ہے۔  
triple integral<sup>46</sup>

مسئلہ 11.2: گوس کا مسئلہ پھیلاؤ (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  $u(x, y, z)$  ایک استمراری سمتی تفاعل ہے جس کے  $T$  میں استمراری ایک درجی جزوی تفرق پائے جاتے ہیں۔ تب درج ذیل ہوگا

$$(11.75) \quad \iiint_T \nabla \cdot \mathbf{u} \, dH = \iint_S u_n \, dA$$

جہاں  $T$  کی لحاظ سے سطح  $S$  پر  $u$  کا باہر رخ عمودی جزو

$$(11.76) \quad u_n = \mathbf{u} \cdot \mathbf{n}$$

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

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

$$\mathbf{u} = u_1 \mathbf{i} + u_2 \mathbf{j} + u_3 \mathbf{k} \quad \mathbf{n} = \cos \alpha \mathbf{i} + \cos \beta \mathbf{j} + \cos \gamma \mathbf{k}$$

جہاں  $\mathbf{n}$  اور مثبت  $x$ ،  $y$ ،  $z$  محور کے مابین زاویے بالترتیب  $\alpha$ ،  $\beta$ ،  $\gamma$  ہیں۔ یوں مساوات 11.75 درج ذیل لکھی جاسکتی ہے

$$(11.77) \quad \iiint_T \left( \frac{\partial u_1}{\partial x} + \frac{\partial u_2}{\partial y} + \frac{\partial u_3}{\partial z} \right) dx \, dy \, dz = \iint_S (u_1 \cos \alpha + u_2 \cos \beta + u_3 \cos \gamma) \, dA$$

جسے مساوات 11.70 کی مدد سے درج ذیل لکھی جاسکتی ہے۔

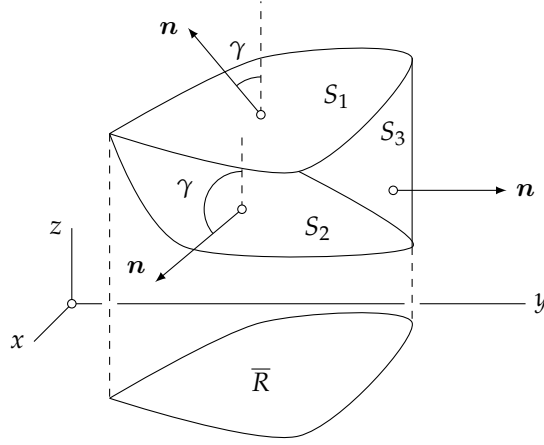
$$(11.78) \quad \iiint_T \left( \frac{\partial u_1}{\partial x} + \frac{\partial u_2}{\partial y} + \frac{\partial u_3}{\partial z} \right) dx \, dy \, dz = \iint_S (u_1 \, dy \, dz + u_2 \, dx \, dz + u_3 \, dx \, dy)$$

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

$$(11.79) \quad \iiint_T \frac{\partial u_1}{\partial x} \, dx \, dy \, dz = \iint_S u_1 \cos \alpha \, dA$$

$$(11.80) \quad \iiint_T \frac{\partial u_2}{\partial y} \, dx \, dy \, dz = \iint_S u_2 \cos \beta \, dA$$

$$(11.81) \quad \iiint_T \frac{\partial u_3}{\partial z} \, dx \, dy \, dz = \iint_S u_3 \cos \gamma \, dA$$



شکل 11.27: مخصوص خطہ

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 جاسکتا ہے

$$(11.82) \quad g(x, y) \leq z \leq h(x, y)$$

جہاں  $xy$  مستوی پر  $T$  کے قائمہ الزاویہ سائے  $\bar{R}$  میں نقطہ  $(x, y)$  ہو گا۔ ظاہر ہے کہ سطح  $g(x, y)$  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 (شکل 11.27)۔ عین ممکن ہے کہ  $S$  کا کوئی کھڑا حصہ  $S_3$  بھی پایا جاتا ہو۔ (حصہ  $S_3$  کی انخطاطی 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  $u$  استمراری قابل تفرق ہے لہذا درج ذیل ہو گا۔

$$(11.83) \quad \iiint_T \frac{\partial u_3}{\partial z} dx dy dz = \iint_{\bar{R}} \left[ \int_{g(x,y)}^{h(x,y)} \frac{\partial u_3}{\partial z} dz \right] dx dy$$

اس میں اندرونی تکمل لیتے ہیں۔

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

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

$$(11.84) \quad \iint_{\bar{R}} u_3[x, y, h(x, y)] dx dy - \iint_{\bar{R}} u_3[x, y, g(x, y)] dx dy$$

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 لہذا  $\cos \gamma = 0$  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۔

$$\iint_S u_3 \cos \gamma dA = \iint_{S_1} u_3 \cos \gamma dA + \iint_{S_2} u_3 \cos \gamma dA$$

$S_1$  پر  $\gamma$  زاویہ حادہ ہے لہذا  $\sigma = \gamma$  لیتے ہوئے مساوات 11.61 سے  $dA = \sec \gamma dx dy$  ملتا ہے۔ چونکہ  $\cos \gamma \sec \gamma = 1$  کے برابر ہے لہذا یوں

$$\iint_{S_1} u_3 \cos \gamma dA = \iint_{\bar{R}} u_3[x, y, h(x, y)] dx dy$$

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

$$dA = \sec(\pi - \gamma) dx dy = -\sec \gamma dx dy$$

لکھتے ہوئے

$$(11.85) \quad \iint_{S_2} u_3 \cos \gamma dA = - \iint_{\bar{R}} u_3[x, y, g(x, y)] dx dy$$

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 جاسکتا ہے جہاں مساوات 11.82 کی طرح  $T$  کو درج ذیل سے ظاہر کیا جائے گا۔

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

اس طرح مسئلہ پھیلاؤ 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 پھیلاؤ 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 مکمل کے جوابات کا مجموعہ صفر کے برابر ہو گا جبکہ باقی سطحوں پر سطحی مکمل  $T$  کی پوری سطح  $S$  پر سطحی مکمل ہی ہو گا۔  $T$  کے تمام ٹکڑوں کے صحیح مکملات کا مجموعہ  $T$  کے صحیح مکمل کے برابر ہو گا۔

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

مسئلہ کو ایسی عمومی خطہ  $T$  جو مسئلہ کی شرائط پر پورا اترتا ہو کے لئے ثابت کرنے کی خاطر ہم  $T$  کو تخمیناً ایسی خطوں میں تقسیم کرتے ہیں جو ان شرائط پر پورا اترتے ہوں اور تحدیدی طریقہ اختیار کرتے ہیں۔ یہ ترکیب مسئلہ گرین کی ثبوت میں اختیار کی گئی ترکیب کی طرح ہے۔

□

مسئلہ گرین خطی مکمل کے حل میں کارآمد ثابت ہوتا ہے۔ اسی طرح مسئلہ پھیلاؤ سطحی مکمل کے حل میں کارآمد ثابت ہوتا ہے۔

مثال 11.21: سطحی مکمل کا حصول بذریعہ مسئلہ پھیلاؤ

درج ذیل کو تہرا مکمل میں تبدیل کرتے ہوئے حل کریں جہاں  $S$  بیلن  $x^2 + y^2 = a^2$  ( $0 \leq z \leq b$ ) اور اس کے دونوں اطراف کی ڈھکنوں کی سطح ہے۔

$$I = \iint_S (x^3 dy dz + x^2 y dx dz + x^2 z dx dy)$$

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

$$\iiint_T (3x^2 + x^2 + x^2) dx dy dz = 4 \cdot 5 \int_0^b \int_0^a \int_0^{\sqrt{a^2 - y^2}} x^2 dx dy dz$$

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

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

لکھا جاسکتا ہے۔ اب  $y$  پر تکمیل

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

ہو گا اور آخر میں  $z$  پر تکمیل جزو  $b$  دیتا ہے لہذا 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 پھیلاؤ کے نتائج اور استعمال

مسئلہ پھیلاؤ 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 کہ تعامل اور خطہ مسئلہ پھیلاؤ کے شرائط پر پورا اترتے ہیں۔ مزید کہ سطح  $S$  پر خطہ  $T$  کا باہر رخ اکائی عمودی سمتیہ  $n$  ہے۔

مثال 11.22: محدود سے آزاد پھیلاؤ

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

$$(11.86) \quad \frac{1}{H(T)} \iiint_T \nabla \cdot \mathbf{u} \, dH = \frac{1}{H(T)} \iint_{S(T)} u_n \, dA$$

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

$$\iiint_T f(x, y, z) \, dH = f(x_0, y_0, z_0) H(T)$$

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

$$(11.87) \quad \frac{1}{H(T)} \iiint_T \nabla \cdot \mathbf{u} \, dH = \nabla \cdot \mathbf{u}(x_0, y_0, z_0)$$

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 فاصلہ  $d(T)$  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  $\mathbf{u}$  کی پھیلاؤ درج ذیل ہو گی۔

$$(11.88) \quad \nabla \cdot \mathbf{u}(x_1, y_1, z_1) = \lim_{d(T) \rightarrow 0} \frac{1}{V(T)} \iint_{S(T)} u_n \, dA$$

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

مثال 11.23: پھیلاؤ کا طبعی مفہوم

مسئلہ پھیلاؤ سے سمتیہ کی پھیلاؤ کا مفہوم سمجھا جاسکتا ہے۔ ایسا ہی کرنے کی خاطر ہم اکائی کمیٹی کثافت  $\rho = 1$  کی دابہ ناپذیر سیال کی برقرار حال (وقت کے ساتھ نہ تبدیل ہوتا) بہاؤ پر غور کرتے ہیں (مثال 10.24 بھی دیکھیں)۔ کسی بھی نقطہ  $N$  پر ایسی بہاؤ کا تعین اس نقطہ پر سمتی رفتار سمتیہ  $v(N)$  سے کیا جاتا ہے۔

فرض کریں کہ فضا میں خطہ  $T$  کی سرحدی سطح  $S$  ہے اور  $n$  باہر رخ  $S$  کا اکائی عمودی سمتیہ ہے۔ اس سطح کے چھوٹے حصہ  $\Delta S$  جس کا رقبہ  $\Delta A$  ہے، اندرون  $S$  سے بیرون  $S$  رخ، اکائی وقت میں کمیت کی اخراج  $v_n \Delta A$  <sup>47</sup> ہوگی جہاں  $v_n = v \cdot n$  سمتیہ  $v$  کا  $n$  رخ جزو ہے (یعنی  $S$  کا عمودی جزو ہے) اور  $n$  کو  $\Delta S$  کے کسی موزوں نقطے پر لیا گیا ہے۔ یوں  $T$  سے کل اخراج جو  $S$  سے گزرتا ہے سطحی مکمل

$$\iint_S v_n \, dA$$

<sup>47</sup> کسی نقطہ پر  $v_n$  منفی ہو سکتا ہے لہذا اسے نقطے پر سیال  $S$  میں داخل ہوگا۔

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

$$(11.89) \quad \frac{1}{H} \iint_S v_n dA$$

ہو گی جہاں  $T$  کا حجم  $H$  ہے۔ چونکہ بہاؤ برقرار حال ہے اور سیال داب نا پذیر ہے لہذا  $T$  سے اخراج برابر کیت  $T$  کو مہیا کی جاتی ہو گی۔ یوں اگر مساوات 11.89 کے مکمل کی قیمت غیر صفر ہو تب  $T$  میں منبع<sup>48</sup> (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<sup>49</sup> دیگا (مساوات 11.88) کا دائیں ہاتھ جہاں  $v_n$  کی جگہ  $u_n$  لکھا گیا ہے)۔ اس سے ظاہر ہے کہ داب نا پذیر سیال کی برقرار حال سمتی رفتار سمتیہ  $v$  کا نقطہ  $N$  پر پھیلاؤ سے مراد  $N$  پر شدت منبع ہے۔ صرف اور صرف اس صورت  $T$  میں کوئی منبع نہ ہو گا جب  $\nabla \cdot v \equiv 0$  ہو اور ایسی صورت میں میں کسی بھی بند سطح  $S^*$  کے لئے درج ذیل درست ہو گا۔

$$\iint_{S^*} v_n dA = 0$$

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

مثال 11.24: مساوات حرارت۔ حراری بہاؤ

ہم جانتے ہیں کہ کسی بھی جسم میں حراری توانائی کا بہاؤ گرم سے سرد مقام کے رخ ہو گا۔ اس کا مطلب ہے کہ حراری بہاؤ کی سمتی رفتار  $v$  درج طرز کی ہو گی

$$(11.90) \quad v = -K \nabla U$$

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

source<sup>48</sup>

source intensity<sup>49</sup>

thermal conductivity<sup>50</sup>



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

$$\iint_S v_n dA$$

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

$$(11.91) \quad \iint_S v_n dA = -K \iiint_R \nabla \cdot (\nabla U) dx dy dz = -K \iiint_R \nabla^2 U dx dy dz$$

$R$  میں کل حراری توانائی  $W$  درج ذیل ہے

$$W = \iiint_R \sigma \rho U dx dy dz$$

جہاں  $\sigma$  جسم کے مواد کی خصوصی حراری استعداد<sup>51</sup> ہے جبکہ  $\rho$  جسم کی کمیتی کثافت (کمیت فی اکائی حجم) ہے۔ یوں جسم میں حراری توانائی کی وقت کے ساتھ گھٹاؤ

$$-\frac{\partial W}{\partial t} = - \iiint_R \sigma \rho \frac{\partial U}{\partial t} dx dy dz$$

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

$$- \iiint_R \sigma \rho \frac{\partial U}{\partial t} dx dy dz = -K \iiint_R \nabla^2 U dx dy dz$$

یا:

$$\iiint_R \left( \sigma \rho \frac{\partial U}{\partial t} - K \nabla^2 U \right) dx dy dz = 0$$

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

$$(11.92) \quad \frac{\partial U}{\partial t} = c^2 \nabla^2 U \quad \left( c^2 = \frac{K}{\sigma \rho} \right)$$

□

یہ حراری مساوات<sup>52</sup> کہلاتی ہے جو حراری بہاؤ کی بنیادی مساوات ہے۔

specific heat capacity<sup>51</sup>  
heat equation<sup>52</sup>

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

$$(11.93) \quad \iiint_T \nabla u \, dH = \iint_S u_n \, dA$$

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

$$\nabla \cdot u = \nabla \cdot (\nabla f) = \nabla^2 f$$

ہو گا (مساوات 10.114)۔ مزید

$$u_n = u \cdot n = n \cdot \nabla f$$

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 جاسکتا ہے۔

$$(11.94) \quad \iiint_T \nabla^2 f \, dH = \iint_S \frac{\partial f}{\partial n} \, dA$$

□

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

مسئلہ پھیلاؤ کے لئے درکار شرائط کو مد نظر رکھتے ہوئے مساوات 11.94 سے درج ذیل اخذ کیا جاسکتا ہے۔

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 مکمل صفر ہو گا۔

مثال 11.26: مسئلہ گرین

فرض کریں کہ  $f$  اور  $g$  ایسے غیر سمتی تفاعل ہیں کہ کسی خطہ  $T$  میں  $u = f \nabla g$  مسئلہ پھیلاؤ کی شرائط پر پورا اترتا ہو۔ تب درج ذیل ہوگا (سوال 10.179)۔

$$\nabla \cdot u = \nabla \cdot (f \nabla g) = f \nabla^2 g + \nabla f \cdot \nabla g$$

مزید

$$u \cdot n = n \cdot (f \nabla g) = f(n \cdot \nabla g)$$

ہوگا جہاں  $n \cdot \nabla g$  سے مراد مسئلہ پھیلاؤ کی سطح  $S$  پر باہر رخ اکائی عمودی سمتیہ  $n$  کی سمت میں  $g$  کا سمتی تفرق ہے۔ اس سمتی تفرق کو  $\frac{\partial g}{\partial n}$  لکھنے سے مسئلہ پھیلاؤ کی مساوات درج ذیل صورت اختیار کرتی ہے

$$(11.95) \quad \iiint_T (f \nabla^2 g + \nabla f \cdot \nabla g) dH = \iint_S f \frac{\partial g}{\partial n} dA$$

جس کو گرین کلیہ اول<sup>53</sup> یا (لاگو شرائط کو شامل کرتے ہوئے) مسئلہ گرین کی پہلی صورت کہتے ہیں۔

$f$  اور  $g$  کو آپس میں بدلنے سے اسی طرح کی دوسری مساوات حاصل ہوتی ہے جس کو مساوات 11.95 سے منفی کرتے ہوئے درج ذیل ملتا ہے

$$(11.96) \quad \iiint_T (f \nabla^2 g - g \nabla^2 f) dH = \iint_S \left( f \frac{\partial g}{\partial n} - g \frac{\partial f}{\partial n} \right) dA$$

جس کو گرین کلیہ دوم<sup>54</sup> یا (لاگو شرائط کو شامل کرتے ہوئے) مسئلہ گرین کی دوسری صورت کہتے ہیں۔ □

مثال 11.27: لاپلاس مساوات کی حل کی یکتائی

فرض کریں کہ  $f$  مسئلہ 11.3 کے شرائط پر پورا اترتا ہے اور  $D$  میں ٹکڑوں میں ہموار بند اور قابل سمت بند سطح  $S$  پر ہر جگہ صفر کے برابر ہے۔ تب مساوات 11.95 میں  $f = g$  پر کرتے ہوئے اور  $S$  کے اندرونی حصہ کو  $T$  سے ظاہر کرتے ہوئے

$$\iiint_T \nabla f \cdot \nabla f dH = \iiint_T |\nabla f|^2 dH = 0$$

<sup>53</sup>Green's first formula  
<sup>54</sup>Green's second formula

ماتا ہے جہاں مسئلہ 11.3 میں دیے شرط کے مطابق  $\nabla^2 f = 0$  لیا گیا ہے اور مساوات 11.95 کے دائیں ہاتھ چونکہ سطح  $S$  پر  $f = 0$  ہے لہذا اس سطحی مکمل کو صفر لیا گیا ہے۔ اب چونکہ ہمارے مفروضہ کے تحت  $T$  کے اندر اور  $S$  پر  $|\nabla f|$  استمراری اور غیر منفی ہے لہذا یہ ضرور پورے  $T$  میں ہر جگہ صفر کے برابر ہو گا۔ یوں  $f_x = f_y = f_z = 0$  ہو گا لہذا  $T$  میں  $f$  ایک مستقل ہو گا اور چونکہ  $f$  استمراری ہے لہذا  $T$  کے اندر اس کی قیمت وہی ہو گی جو  $S$  پر ہے یعنی  $f = 0$  ہو گا۔ □

اس سے درج ذیل ثابت ہوتا ہے۔

مسئلہ 11.4:

اگر تفاعل  $f(x, y, z)$  مسئلہ 11.3 کے شرائط پر پورا اترتا ہے اور  $D$  میں ٹکڑوں میں ہموار بند اور قابل سمت بند سطح  $S$  پر ہر جگہ صفر کے برابر ہے۔ تب  $S$  کے احاطہ خطہ  $T$  میں  $f = 0$  ہو گا۔

اس مسئلہ کے اہم نتائج پائے جاتے ہیں۔ فرض کریں کہ تفاعل  $f_1$  اور  $f_2$  مسئلہ 11.3 کے شرائط پر پورا اترتے ہیں اور  $S$  پر دونوں یکساں ہوں۔ تب ان کا فرق  $f_1 - f_2$  بھی ان شرائط پر پورا اترتا ہے اور پوری  $S$  پر اس کی قیمت صفر کے برابر ہے۔ یوں مسئلہ 11.4 کے تحت پوری  $T$  میں  $f_1 - f_2 = 0$  ہو گا جس سے درج ذیل نتیجہ حاصل ہوتا ہے۔

مسئلہ 11.5: (لاپلاس مساوات کی حل کی یکتائی)

فرض کریں کہ  $f$  لاپلاس مساوات کا حل ہے اور خطہ  $D$  میں اس کے ایک درجی اور دو درجی جزوی تفرق پائے جاتے ہیں۔ مزید فرض کریں کہ  $D$  میں خطہ  $T$  مسئلہ پھیلاؤ کی شرائط پر پورا اترتا ہے۔ تب  $T$  میں  $f$  کی قیمت یکتا ہو گی اور یہ  $T$  کی سرحدی سطح  $S$  پر قیمت کے برابر ہو گی۔

سوالات

سوال 11.128 تا سوال 11.131 میں حجم بذریعہ تھرا مکمل دریافت کریں۔

سوال 11.128: چو سطح جس کے کونے  $A : (0, 0, 0)$  ،  $B : (3, 0, 0)$  ،  $C : (0, 2, 0)$  ،  $D : (0, 0, 1)$  ہیں۔

جواب: یہ چو سطح ربع اول میں جس سطح کے نیچے پایا جاتا ہے پہلے اس (بالائی) سطح کی مساوات حاصل کرتے ہیں۔  
 $B$  تا  $C$  سمتیہ  $r_1 = -3i + 2j$  اور  $B$  تا  $D$  سمتیہ  $r_2 = -3i + k$  دونوں جو سطح کی اس بالائی سطح پر پائے جاتے ہیں لہذا دونوں سطح کے مماسی سمتیات ہیں۔ ان سے بالائی سطح کی اکائی عمودی سمتیہ  $n$  حاصل کرتے ہیں۔

$$n = \frac{r_1 \times r_2}{|r_1 \times r_2|} = \frac{2i + 3j + 6k}{7}$$

یوں بالائی سطح کی مساوات  $[(x-3)i + yj + zk] \cdot n = 0$  سے

$$2x + 3y + 6z = 6$$

حاصل ہوتی ہے۔ اس طرح چو سطح کا حجم درج ذیل ہوگا (سوال 11.27 دیکھیں)۔

$$\begin{aligned} H &= \int_0^3 \int_0^{2-\frac{2}{3}x} \int_0^{1-\frac{x}{3}-\frac{y}{2}} dz dy dx = \int_0^3 \int_0^{2-\frac{2}{3}x} \left(1 - \frac{x}{3} - \frac{y}{2}\right) dy dx \\ &= \int_0^3 \left(\frac{1}{9}x^2 - \frac{2}{3}x + 1\right) dx = 1 \end{aligned}$$

سوال 11.129: ربع اول میں وہ خطہ جس کی سرحدیں  $y = x$  ،  $y = x^2$  اور  $z = 3 - 2x$  ہیں۔  
 جواب:  $\frac{1}{3}$

سوال 11.130: سطح  $z = 1 - x^2 - y^2$  اور  $xy$  مستوی کے مابین خطہ۔  
 جواب:  $\frac{\pi}{2}$

سوال 11.131: بیلن  $x^2 + y^2 = 1$  اور  $x^2 + z^2 = 1$  کا مشترکہ حصہ۔  
 جواب:  $\frac{16}{3}$

سوال 11.132 تا سوال 11.135 میں کمیتی کثافت  $\sigma$  دیا گیا ہے۔ خطہ  $T$  میں کل کمیت دریافت کریں۔

سوال 11.132: مکعب  $0 \leq x \leq 1, 0 \leq y \leq 1, 0 \leq z \leq 1$  ،  $\sigma = xy$  ،  
 جواب:  $\frac{1}{4}$

سوال 11.133: چو سطح جس کے کونے  $(0,0,0)$  ،  $(3,0,0)$  ،  $(0,2,0)$  ،  $(0,0,1)$  ہیں اور  
 $\sigma = x + y + z$  ہے۔  
 جواب:  $\frac{3}{2}$

سوال 11.134: چو سطح جس کے کونے  $(0,0,0)$  ،  $(3,0,0)$  ،  $(0,2,0)$  ،  $(0,0,1)$  ہیں اور  $\sigma = xy$  ہے۔  
جواب:  $\frac{3}{10}$

سوال 11.135: ربع اول میں  $y = 1 - x^2$  اور  $z = x$  کے درمیان  $T$  جہاں  $\sigma = xy$  ہے۔  
جواب:  $\frac{4}{105}$

سوال 11.136 تا سوال 11.140 میں خطہ  $T$  میں کمیتی کثافت  $\sigma = 1$  لیتے ہوئے  $z$  محور کے لحاظ سے جمودی معیار اثر  $I_z = \iiint_T (x^2 + y^2) \sigma \, dx \, dy \, dz$  دریافت کریں۔

سوال 11.136: مکعب  $0 \leq x \leq c, 0 \leq y \leq c, 0 \leq z \leq c$   
جواب:  $\frac{2}{3}c^5$

سوال 11.137: بیلن  $x^2 + y^2 \leq c^2, 0 \leq z \leq h$   
جواب:  $\frac{1}{2}\pi c^4 h$

سوال 11.138: بیلن  $x^2 + z^2 \leq c^2, 0 \leq y \leq h$   
جواب:  $\frac{\pi c^2 h}{12}(4h^2 + 3c^2)$

سوال 11.139: مخروط  $x^2 + y^2 \leq z^2, 0 \leq z \leq h$   
جواب:  $\frac{\pi h^5}{10}$

سوال 11.140: اندرون کرہ  $x^2 + y^2 + z^2 = c^2$   
جواب:  $\frac{4}{15}\pi c^5$

سوال 11.141: مسئلہ پھیلاؤ استعمال کرتے ہوئے ثابت کریں کہ خطہ  $T$  جس کی سرحد سطح  $S$  ہو کا حجم  $H$  درج ذیل ہے۔

$$H = \iiint_S x \, dy \, dz = \iiint_S y \, dx \, dz = \iiint_S z \, dx \, dy = \frac{1}{3} \iiint_S (x \, dy \, dz + y \, dx \, dz + z \, dx \, dy)$$

سوال 11.142: مکعب کا حجم سوال 11.141 کے کلیات کی مدد سے حاصل کریں۔

سوال 11.143: بیلن  $x^2 + y^2 \leq 1, 0 \leq z \leq h$  کا حجم سوال 11.141 کے کلیات کی مدد سے حاصل کریں۔

سوال 11.144:  $u = xi + yj + zk$  لیتے ہوئے مساوات 11.75 کی مدد سے ثابت کریں کہ خط  $T$  جس کی سرحدی سطح  $S$  ہو کا حجم درج ذیل ہے

$$H = \frac{1}{3} \iint_S r \cos \theta \, dA$$

جہاں  $S$  پر نقطہ  $N : (x, y, z)$  کا مبدا  $O$  سے فاصلہ  $r$  ہے اور  $O$  سے  $N$  تک سمتی خط اور  $N$  پر باہر رخ عمودی سمتیہ کے مابین زاویہ  $\theta$  ہے۔

سوال 11.145: رداس  $a$  کی کرہ کا حجم سوال 11.144 کے کلیے کی مدد سے دریافت کریں۔

سوال 11.146 تا سوال 11.152 میں  $S$  مسئلہ پھیلاؤ کی شرط کے مطابق سمت بند ہے۔ سطحی تکمل کو مسئلہ پھیلاؤ کی مدد سے حل کریں۔

سوال 11.146:

$$\iint_S [(x+z) \, dy \, dz + (y+z) \, dx \, dz + (x+y) \, dx \, dy], \quad S : x^2 + y^2 + z^2 = a^2$$

جواب:  $\frac{8\pi a^3}{3}$

$$\iint_S (x \, dy \, dz + y \, dx \, dz + z \, dx \, dy) \quad \text{سوال 11.132 سطح مکعب}$$

جواب: 3

$$\iint_S (x^2 \, dy \, dz + y^2 \, dx \, dz + z^2 \, dx \, dy) \quad \text{سوال 11.137 سطح بیلن}$$

جواب:  $\pi c^2 h^2$

$$\iint_S (yz^2 \, dy \, dz + xz \, dx \, dz + x^2 y^2 \, dx \, dy) \quad \text{سوال 11.146 سطح}$$

جواب: 0

سوال 11.150: متوازی السطوح  $S: 0 \leq x \leq 3, 0 \leq y \leq 2, 0 \leq z \leq 4$  پر  $\iint_S x(y+z) dy dz$  کا جواب: 72

سوال 11.151: سطح سوال 11.150 پر  $\iint_S [x \cos y dy dz + (y - \sin y) dx dz]$  کا جواب: 24

سوال 11.152: سطح سوال 11.146 پر  $\iint_S [(y \cos^2 x + y^3) dx dz + z(\sin^2 x - 3y^2) dx dy]$  کا جواب:  $\frac{4}{3}\pi a^3$

سوال 11.153 تا سوال 11.157 میں  $T$  بند محدود خطہ ہے جس کی سرحدی سطح  $S$  ہے۔ مسئلہ پھیلاؤ استعمال کرتے ہوئے دیے گئے فقرے ثابت کریں جہاں ہارمونی<sup>55</sup> سے مراد لاپلاس مساوات کا حل ہے جس کے  $T$  میں استمراری دو درجی جزوی تفرق پائے جاتے ہوں۔

سوال 11.153: اگر کسی خطہ جس کا  $T$  حصہ ہو میں  $g$  ہارمونی ہو تب درج ذیل ہو گا۔

$$\iint_S \frac{\partial g}{\partial n} dA = 0$$

جواب: مساوات 11.95 میں  $f = 1$  پر کریں۔

سوال 11.154: اگر کسی خطہ جس کا  $T$  حصہ ہو میں  $g$  ہارمونی ہو تب درج ذیل ہو گا۔

$$\iint_S g \frac{\partial g}{\partial n} dA = \iiint_T |\nabla g|^2 dH$$

جواب: مساوات 11.95 میں  $f = g$  پر کریں۔

سوال 11.155: اگر کسی خطہ جس کا  $T$  حصہ ہو میں  $g$  ہارمونی ہو اور  $S$  پر  $\frac{\partial g}{\partial n} = 0$  ہو تب  $T$  میں  $g$  ایک مستقل ہو گا۔  
جواب: سوال 11.154 کو استعمال کریں۔



سوال 11.156: اگر کسی خطہ جس کا  $T$  حصہ ہو میں  $g$  اور  $f$  ہارمونی ہوں اور  $S$  پر  $\frac{\partial f}{\partial n} = \frac{\partial g}{\partial n}$  ہو تب  $T$  میں  $f = g + c$  ہو گا جہاں  $c$  مستقل قیمت ہے۔

سوال 11.157: اگر کسی خطہ جس کا  $T$  حصہ ہو میں  $g$  اور  $f$  ہارمونی ہوں تب درج ذیل ہو گا۔

$$\iint_S \left( f \frac{\partial g}{\partial n} - g \frac{\partial f}{\partial n} \right) dA = 0$$

سوال 11.158: ثابت کریں کہ لاپلاسی کو محدود سے پاک صورت میں درج ذیل لکھا جاسکتا ہے

$$\nabla^2 f = \lim_{d(T) \rightarrow 0} \frac{1}{H(T)} \iint_{S(T)} \frac{\partial f}{\partial n} dA$$

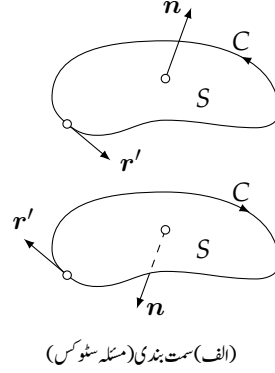
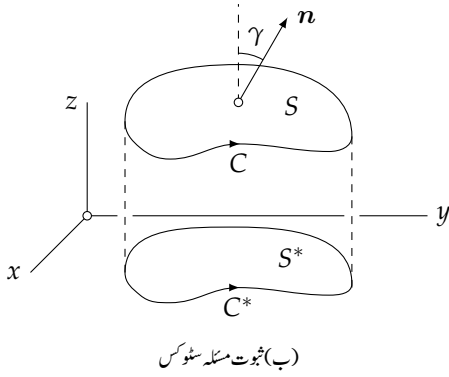
جہاں جس نقطے پر لاپلاسی درکار ہو، اس نقطے سے  $T$  میں دور ترین نقطے کا فاصلہ  $d(T)$  ہے اور  $H(T)$  خطہ  $T$  کا حجم ہے جس کی سرحدی سطح  $S(T)$  ہے۔ (اشارہ: مساوات 11.88 میں  $u = \nabla f$  پر کرتے ہوئے  $b = n$  لیتے ہوئے مساوات 10.81 استعمال کریں جہاں  $n$  سطح  $S$  کا باہر رخ اکائی عمودی سمتیہ ہے۔)

## 11.10 مسئلہ سٹوکس

ہم نے حصہ 11.4 میں دیکھا کہ مستوی پر دوہرا تکمل کو سطح کی سرحد پر خطی تکمل میں تبدیل کیا جاسکتا ہے۔ آئیں اس نتیجے کو عمومی بناتے ہوئے سطحی تکمل کے متبادل پر غور کریں۔

مسئلہ 11.6: مسئلہ سٹوکس<sup>56</sup> (سطحی تکمل سے خطی تکمل اور خطی تکمل سے سطحی تکمل کا حصول) فرض کریں کہ فضا میں ٹکڑوں میں ہموار سمت بند سطح  $S$  کی سرحد  $C$  ٹکڑوں میں ہموار سادہ بند منحنی ہے۔ مزید

<sup>56</sup> آئرسٹائی ریاضی دان اور ماہر طبیعیات جارج جبرائیل سٹوکس [1819-1903]



شکل 11.28: مسئلہ سٹوکس

فرض کریں کہ کسی ایسے خطے میں جس کا  $S$  حصہ ہو،  $v(x, y, z)$  استمراری سمتی تقابل ہے اور اس خطے میں اس کے استمراری ایک درجی جزوی تفرق پائے جاتے ہیں۔ تب مسئلہ سٹوکس<sup>57</sup> کہتا ہے کہ

$$(11.97) \quad \iint_S (\nabla \times v)_n dA = \int_C v_t ds$$

ہوگا جہاں  $S$  کے اکائی عمودی سمتیہ  $n$  کی سمت میں  $\nabla \times v$  کا جزو  $(\nabla \times v)_n = (\nabla \times v) \cdot n$  ہے؛  $C$  پر تکمیل کا رخ شکل 11.28-الف میں دکھایا گیا ہے جہاں  $C$  کی مماس  $r'$  (شکل 11.28-الف) کی سمت میں  $v$  کا جزو  $v_t$  ہے۔

ثبوت: ہم مسئلہ سٹوکس کو ایسی سطح  $S$  کے لئے ثابت کرتے ہیں جس کو درج ذیل تینوں طریقوں سے ظاہر کرنا ممکن ہو

$$(11.98) \quad \text{(الف)} \quad z = f(x, y), \quad \text{(ب)} \quad y = g(x, z), \quad \text{(پ)} \quad x = h(y, z)$$

جہاں  $f$ ،  $g$  اور  $h$  اپنے آزاد متغیرات کے استمراری تقابل ہیں اور ان کے استمراری ایک درجی جزوی تفرقات پائے جاتے ہیں۔ فرض کریں کہ  $S$  کا بالائی رخ اکائی عمودی سمتیہ  $n$  درج ذیل

$$(11.99) \quad n = \cos \alpha i + \cos \beta j + \cos \gamma k$$

ہے (شکل 11.28-ب) اور  $v = v_1 i + v_2 j + v_3 k$  ایک سمتی تفاعل ہے۔ اگر  $C$  کو  $r = r(s)$  لکھا جائے جہاں قوس لمبائی  $s$  تکمیل کے رخ بڑھتی ہو تب اکائی مماسی سمتیہ

$$\frac{dr}{ds} = \frac{dx}{ds} i + \frac{dy}{ds} j + \frac{dz}{ds} k$$

ہو گا لہذا

$$v_t = v \cdot \frac{dr}{ds} = v_1 \frac{dx}{ds} + v_2 \frac{dy}{ds} + v_3 \frac{dz}{ds}$$

لکھا جاسکتا ہے جس سے درج ذیل ملتا ہے۔

$$v_t ds = v \cdot \frac{dr}{ds} ds = v_1 dx + v_2 dy + v_3 dz$$

یوں گردش کو دائیں ہاتھ کارٹیزی نظام (حصہ 10.1) میں لکھتے ہوئے مسئلہ سٹوکس کی مساوات کو درج ذیل لکھا جاسکتا ہے

(11.100)

$$\begin{aligned} \iint_S \left[ \left( \frac{\partial v_3}{\partial y} - \frac{\partial v_2}{\partial z} \right) \cos \alpha + \left( \frac{\partial v_1}{\partial z} - \frac{\partial v_3}{\partial x} \right) \cos \beta + \left( \frac{\partial v_2}{\partial x} - \frac{\partial v_1}{\partial y} \right) \cos \gamma \right] dA \\ = \int_C (v_1 dx + v_2 dy + v_3 dz) \end{aligned}$$

جہاں  $\alpha$  ،  $\beta$  ،  $\gamma$  مساوات 11.99 میں بیان کیے گئے ہیں۔

ہم ثابت کرتے ہیں کہ مساوات 11.100 میں دونوں اطراف وہ تکمیل جن میں  $v_1$  پایا جاتا ہے عین برابر ہیں یعنی:

$$(11.101) \quad \iint_S \left( \frac{\partial v_1}{\partial z} \cos \beta - \frac{\partial v_1}{\partial y} \cos \gamma \right) dA = \int_C v_1 dx$$

فرض کریں کہ  $xy$  مستوی پر  $S$  کا قائمہ سایہ  $S^*$  ہے جس کی سرحد  $C^*$  کی سمت بندی شکل 11.28-ب میں دکھائی گئی ہے۔  $S$  کو مساوات 11.98-الف سے ظاہر کرتے ہوئے  $C$  پر خطی تکمیل کو  $C^*$  پر خطی تکمیل لکھتے ہیں۔

$$\int_C v_1(x, y, a) dx = \int_{C^*} v_1[x, y, f(x, y)] dx$$

اب مسئلہ گرین (حصہ 11.4) کو  $[f \text{ اور } g \text{ کی بجائے}] v_1[x, y, f(x, y)]$  اور 0 پر لاگو کرتے ہوئے درج ذیل لکھا جاسکتا ہے۔

$$\int_{C^*} v_1[x, y, f(x, y)] dx = - \iint_{S^*} \frac{\partial v_1}{\partial y} dx dy$$

دائیں ہاتھ مکمل میں

$$\frac{\partial v_1[x, y, f(x, y)]}{\partial y} = \frac{\partial v_1(x, y, z)}{\partial y} + \frac{\partial v_1(x, y, z)}{\partial z} \frac{\partial f}{\partial y} \quad [z = f(x, y)]$$

لکھتے ہوئے درج ذیل ملتا ہے۔

$$(11.102) \quad \int_C v_1(x, y, z) dx = - \iint_{S^*} \left( \frac{\partial v_1}{\partial y} + \frac{\partial v_1}{\partial z} \frac{\partial f}{\partial y} \right) dx dy$$

ہم ثابت کرتے ہیں کہ مساوات 11.101 کے بائیں ہاتھ کا مکمل مساوات 11.102 کے دائیں ہاتھ کے مکمل کے برابر ہے۔ ہم پہلے مکمل میں  $x$  اور  $y$  کو بطور متغیرات مکمل متعارف کرتے ہیں۔ مساوات 11.98-الف کو

$$F(x, y, z) = z - f(x, y) = 0$$

لکھتے ہوئے

$$\nabla F = -\frac{\partial f}{\partial x} i - \frac{\partial f}{\partial y} j + k$$

ملتا ہے جس سے ڈھلوان  $F$  کی لمبائی  $a$  لکھتے ہیں۔

$$a = |\nabla F| = \sqrt{1 + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial y}\right)^2}$$

چونکہ  $\nabla F$  سطح  $S$  کو عمودی ہے لہذا  $S$  کی اکائی عمودی سمتیت  $n$  درج ذیل حاصل ہوتی ہیں۔

$$n = \mp \frac{\nabla F}{a}$$

اب مثبت  $z$  رخ میں  $n$  اور  $\nabla F$  دونوں کے اجزاء مثبت ہیں لہذا

$$n = + \frac{\nabla F}{a}$$

ہو گا۔  $xyz$  کارٹینیسی نظام میں  $n$  اور  $\nabla F$  کی روپ سے یوں درج ذیل لکھا جاسکتا ہے۔

$$\cos \alpha = -\frac{1}{a} \frac{\partial f}{\partial x}, \quad \cos \beta = -\frac{1}{a} \frac{\partial f}{\partial y}, \quad \cos \gamma = \frac{1}{a}$$

مزید مساوات 11.60 کے تحت مساوات 11.101 میں  $dA = a \, dx \, dy$  ہو گا لہذا

$$\iint_S \left( \frac{\partial v_1}{\partial z} \cos \beta - \frac{\partial v_1}{\partial y} \cos \gamma \right) dA = \iint_{S^*} \left[ \frac{\partial v_1}{\partial z} \left( -\frac{1}{a} \frac{\partial f}{\partial y} \right) - \frac{\partial v_1}{\partial y} \frac{1}{a} \right] a \, dx \, dy$$

لکھا جاسکتا ہے جو مساوات 11.102 کے دائیں ہاتھ تکمل برابر ہے۔ یوں مساوات 11.101 ثابت ہوتی ہے۔

اگر  $n$  کو مثبت اکائی عمودی سمتیہ چنا جاتا تب  $C$  کی مثبت سمت الٹ رخ ہوتی لہذا حاصل جواب پر کوئی اثر نہ ہوتا۔ یوں مساوات 11.101  $S$  کے دونوں مثبت اکائی عمودی سمتیہ کے لئے درست ہے۔

مساوات 11.98-ب اور مساوات 11.98-پ میں دیے روپ استعمال کر کر بالکل اسی طرح درج ذیل ثابت ہوں گے۔

$$(11.103) \quad \iint_S \left( \frac{\partial v_2}{\partial x} \cos \gamma - \frac{\partial v_2}{\partial z} \cos \alpha \right) dA = \int_C v_2 \, dy$$

$$(11.104) \quad \iint_S \left( \frac{\partial v_3}{\partial y} \cos \alpha - \frac{\partial v_3}{\partial x} \cos \beta \right) dA = \int_C v_3 \, dz$$

مساوات 11.101، مساوات 11.103 اور مساوات 11.104 جمع کرتے ہوئے مساوات 11.97 ملتا ہے۔ اس طرح مسئلہ سٹوکس ایسی سطح  $S$  کے لئے ثابت ہوتا ہے جس کو بیک وقت مساوات 11.98-الف، مساوات 11.98-ب اور مساوات 11.98-پ کی روپ میں لکھنا ممکن ہو۔

مسئلہ پھیلاؤ کی طرح موجودہ ثبوت کو وسعت دیتے ہوئے اسے ایسی سطح پر لاگو کیا جاسکتا ہے جس کو محدود تعداد کے ایسی ٹکڑوں میں تقسیم کرنا ممکن ہو کہ ہر ٹکڑے کو مساوات 11.98 کی روپ میں لکھا جاسکے۔ عموماً عملاً استعمال کی سطحیں ایسی ہی ہوتی ہیں۔

مسئلہ کو ایسی عمومی سطح  $S$  جو مسئلہ کی شرائط پر پورا اترتا ہو کے لئے ثابت کرنے کی خاطر ہم  $S$  کو تخمیناً ایسی سطحوں میں تقسیم کرتے ہیں جو ان شرائط پر پورا اترتے ہوں اور تحدیدی طریقہ اختیار کرتے ہیں۔ یہ ترکیب مسئلہ گرین کی ثبوت میں اختیار کی گئی ترکیب کی طرح ہے۔

□

## 11.11 مسئلہ سٹوکس کے نتائج اور عملی استعمال

مثال 11.28: سطح میں مسئلہ گرین درحقیقت مسئلہ سٹوکس کی خصوصی شکل ہے  
فرض کریں کہ سمتی تفاعل  $v = v_1 i + v_2 j + v_3 k$  مستوی  $xy$  میں کسی ایسا خطہ میں استمراری قابل تفرق  
ہے جس میں سادہ تعلق بند محدود خطہ  $S$  پایا جاتا ہے جس کی سرحد  $C$  ٹکڑوں میں ہموار بند سادہ منحنی ہے۔ تب  
مساوات 10.122 کے تحت

$$(\nabla \times v)_n = \frac{\partial v_2}{\partial x} - \frac{\partial v_1}{\partial y}$$

ہو گا۔ مزید  $v_t ds = v_1 dx + v_2 dy$  لیتے ہوئے مساوات 11.97 درج ذیل لکھا جائے گا

$$\iint_S \left( \frac{\partial v_2}{\partial x} - \frac{\partial v_1}{\partial y} \right) dA = \int_C (v_1 dx + v_2 dy)$$

□

جو سطح میں مسئلہ گرین (حصہ 11.4) ہے۔

مثال 11.29: گردش کا طبعی مفہوم  
فرض کریں کہ رداس  $r$  کے دائری قرص  $S_r$  کا مرکز  $N$  اور سرحد دائرہ  $C_r$  ہے (شکل 11.29)۔ مزید  
فرض کریں کہ کسی خطہ جس کا  $S_r$  حصہ ہو میں  $v(Q) = v(x, y, z)$  استمراری قابل تفرق سمتی تفاعل  
ہے۔ تب مسئلہ سٹوکس اور سطحی مکمل کے اوسط قیمت مسئلہ کے تحت درج ذیل ہو گا

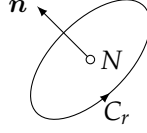
$$\int_{C_r} v_t ds = \iint_{S_r} (\nabla \times v)_n dA = [\nabla \times v(N^*)]_n A_r$$

جہاں  $S_r$  کا رقبہ  $A_r$  اور  $S_r$  میں  $N^*$  کوئی موزوں نقطہ ہے۔ اس کو یوں

$$[\nabla \times v(N^*)]_n = \frac{1}{A_r} \int_{C_r} v_t ds$$

بھی لکھا جاسکتا ہے۔ سیال کی حرکت کی صورت میں مکمل

$$\int_{C_r} v_t ds$$



شکل 11.29: قرص (مثال 11.29)

$C_r$  پر سیال کی دائری بہاو<sup>58</sup> کی ناپ ہے۔ اب  $r$  کو صفر مانند کرنے سے

$$(11.105) \quad [\nabla \times \mathbf{v}(N)]_n = \lim_{r \rightarrow 0} \frac{1}{A_r} \int_{C_r} v_t \, ds$$

□

ماتا ہے جس کو  $N$  پر فی اکائی رقبہ دائری بہاو کہا جاسکتا ہے۔

مثال 11.30: خطی تکمل کا حصول بذریعہ مسئلہ سٹوکس

تکمل  $\int_C v_t \, ds$  حل کریں جہاں مبدا سے دیکھتے ہوئے دائیں ہاتھ کا ریتیسی نظام میں دائرہ  $C : x^2 + y^2 = 4, z = -3$  گھڑی کی الٹ رخ سمت بند ہے جبکہ  $\mathbf{v}$  درج ذیل ہے۔

$$\mathbf{v} = y\mathbf{i} + xz^3\mathbf{j} - zy^3\mathbf{k}$$

ہم  $C$  کے احاطہ  $S$  کو مستوی دائری قرص  $x^2 + y^2 \leq 4, z = -3$  لیتے ہیں۔ یوں مسئلہ سٹوکس میں  $n$  کی سمت مثبت  $z$  رخ ہوگی لہذا  $n = \mathbf{k}$  ہوگا۔ یوں  $(\nabla \times \mathbf{v})_n$  سے مراد مثبت  $z$  رخ میں  $\nabla \times \mathbf{v}$  کا جزو۔ چونکہ  $z = -3$  پر کرتے ہوئے  $\mathbf{v}$  کے اجزاء  $v_1 = y$ ،  $v_2 = -27x$ ، اور  $v_3 = 3y^3$  ملتے ہیں لہذا

$$(\nabla \times \mathbf{v})_n = \frac{\partial v_2}{\partial x} - \frac{\partial v_1}{\partial y} = -27 - 1 = -28$$

ہوگا۔ یوں مسئلہ سٹوکس میں تکمل کی قیمت قرص کا رقبہ ضرب  $-28$  یعنی  $-112\pi$  ہوگی۔

یہاں مسئلہ سٹوکس کی افادیت جاننے کی خاطر آپ سے گزارش کی جاتی ہے کہ مسئلہ سٹوکس استعمال کیے بغیر اس تکمل کو حل کریں۔ □

## سوالات





## ضمیمہ ۱

### 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

$$(0.1) \quad y'' + p(x)y' + q(x)y = 0, \quad y(x_0) = K_0, \quad y'(x_0) = K_1$$

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

$$(0.2) \quad y(x_0) = 0, \quad y'(x_0) = 0$$

ہم تفاعل

$$(0.3) \quad z = y^2 + y'^2$$

اور اس کے تفرق

$$(1.4) \quad z' = 2yy' + 2y'y''$$

پر غور کرتے ہیں۔ تفرقی مساوات ۱.۱ کو

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

لکھتے ہوئے اس کو  $z'$  میں پر کرتے ہیں۔

$$(1.5) \quad z' = 2yy' + 2y'(-py' - qy) = 2yy' - 2py'^2 - 2qyy'$$

اب چونکہ  $y$  اور  $y'$  حقیقی تفاعل ہیں لہذا ہم

$$(1.6) \quad (y \mp y')^2 = y^2 \mp 2yy' + y'^2 \geq 0$$

یعنی

$$(1.7) \quad \text{(الف)} \quad 2yy' \leq y^2 + y'^2 = z, \quad \text{(ب)} \quad -2yy' \leq y^2 + y'^2 = z,$$

لکھ سکتے ہیں جہاں مساوات ۱.۳ کا استعمال کیا گیا ہے۔ مساوات ۱.۷-ب کو  $-z \leq 2yy'$  لکھتے ہوئے مساوات ۱.۷ کے دونوں حصوں کو  $z \leq |2yy'|$  لکھا جاسکتا ہے۔ یوں مساوات ۱.۵ کے آخری جزو کے لئے

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

لکھا جاسکتا ہے۔ اس نتیجے کے ساتھ ساتھ  $-p \leq |p|$  استعمال کرتے ہوئے اور مساوات ۱.۷-الف کو مساوات ۱.۵ 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 لہذا اس سے

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

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

$$(1.8) \quad z' \leq hz \quad I \text{ پر تمام } x$$

حاصل ہوتا ہے۔ اسی طرح مساوات ۱.۵ اور مساوات ۱.۷ سے درج ذیل بھی حاصل ہوتا ہے۔

$$(1.9) \quad \begin{aligned} -z' &= -2yy' + 2py'^2 + 2qyy' \\ &\leq z + 2|p|z + |q|z = hz \end{aligned}$$

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

$$(0.10) \quad z' - hz \leq 0, \quad z' + hz \geq 0$$

جن کے بائیں ہاتھ کے جزو تکمل درج ذیل ہیں۔

$$F_1 = e^{-\int h(x) dx}, \quad F_2 = e^{\int h(x) dx}$$

چونکہ  $h(x)$  استمراری ہے لہذا اس کا تکمل پایا جاتا ہے۔ چونکہ  $F_1$  اور  $F_2$  مثبت ہیں لہذا 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 لہذا  $x \leq x_0$  کی صورت میں

$$(0.11) \quad zF_1 \geq (zF_1)_{x_0} = 0, \quad zF_2 \leq (zF_2)_{x_0}$$

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

$$(0.12) \quad zF_1 \leq 0, \quad zF_2 \geq 0$$

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

$$(0.13) \quad z \leq 0, \quad z \geq 0 \quad I \text{ پر تمام } x \text{ کے لئے}$$

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۔

□



## ضمیمہ ب

### مفید معلومات

#### ب.1 اعلیٰ تفاعل کے مساوات

قوت نمائی تفاعل  $e^x$  (شکل 1.1-ب-الف)

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

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

قدرتی لوگارٹھم (شکل 1.1-ب-ب)

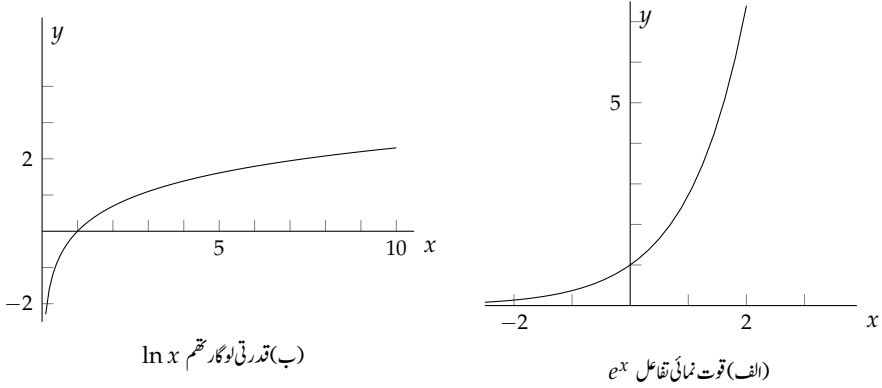
$$(ب.2) \quad \ln(xy) = \ln x + \ln y, \quad \ln \frac{x}{y} = \ln x - \ln y, \quad \ln(x^a) = a \ln x$$

$e^x$  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۔

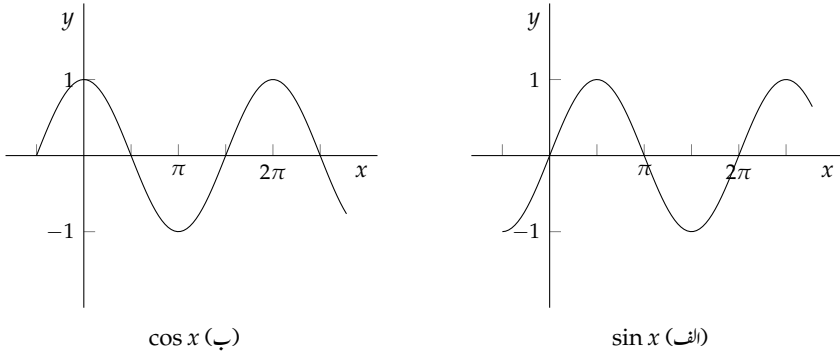
اساس دس کا لوگارٹھم  $\log_{10} x$  یا  $\log x$

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

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



شکل 1. ب: قوت نمائی تفاعل اور قدرتی لوگار تھم تفاعل



شکل 2. ب: سائن نمائندگی

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

سائن اور کوسائن تفاعل (شکل 2. ب-الف اور ب)۔ احصائے تکملات میں زاویہ کو ریڈین میں ناپا جاتا ہے۔ یوں  $\sin x$  اور  $\cos x$  کا دوری عرصہ  $2\pi$  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۔

$$1^\circ = 0.017453292519943 \text{ rad}$$

$$1 \text{ radian} = 57^\circ 17' 44.80625'' = 57.2957795131^\circ$$

(ب.5)

$$\sin^2 x + \cos^2 x = 1$$

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

$$(پ.7) \quad \sin 2x = 2 \sin x \cos x, \quad \cos 2x = \cos^2 x - \sin^2 x$$

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

$$(پ.9) \quad \sin(\pi - x) = \sin x, \quad \cos(\pi - x) = -\cos x$$

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

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

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

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

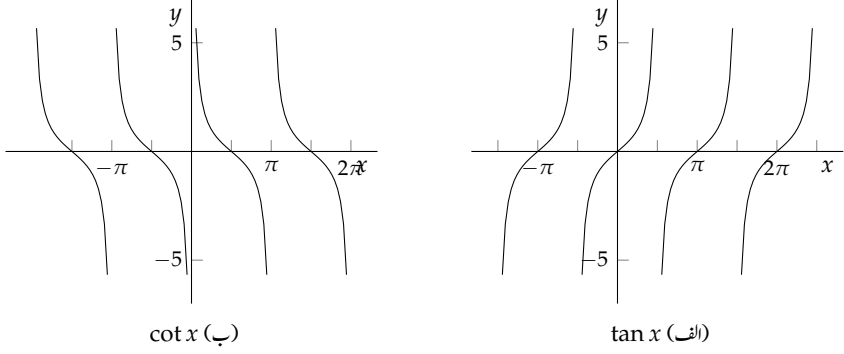
$$(پ.14) \quad A \cos x + B \sin x = \sqrt{A^2 + B^2} \sin(x \mp \delta), \quad \tan \delta = \frac{\sin \delta}{\cos \delta} = \mp \frac{A}{B}$$

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

$$(پ.15) \quad \tan x = \frac{\sin x}{\cos x}, \quad \cot x = \frac{\cos x}{\sin x}, \quad \sec x = \frac{1}{\cos x}, \quad \csc x = \frac{1}{\sin x}$$

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





شکل 3. ب: ٹینجٹ اور کو ٹینجٹ

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

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

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

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

$$(ب.20) \quad \cosh^2 x - \sinh^2 x = 1$$

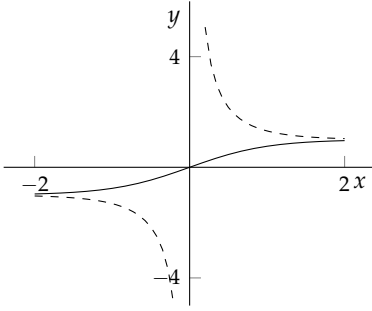
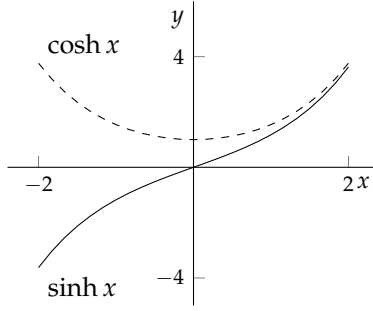
$$(ب.21) \quad \sinh^2 x = \frac{1}{2}(\cosh 2x - 1), \quad \cosh^2 x = \frac{1}{2}(\cosh 2x + 1)$$

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

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

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

$$(ب.24) \quad \Gamma(\alpha) = \int_0^{\infty} e^{-t} t^{\alpha-1} dt \quad (\alpha > 0)$$

(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: ہڈلولی سائن، ہڈلولی تفاعل۔

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

$$\Gamma(\alpha + 1) = \alpha \Gamma(\alpha) \quad (25. ب)$$

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  $\alpha$  کی کسی بھی عدد صحیح مثبت قیمت  $k$  کے لئے درج ذیل حاصل ہوتا ہے۔

$$\Gamma(k + 1) = k! \quad (k = 0, 1, 2, \dots) \quad (26. ب)$$

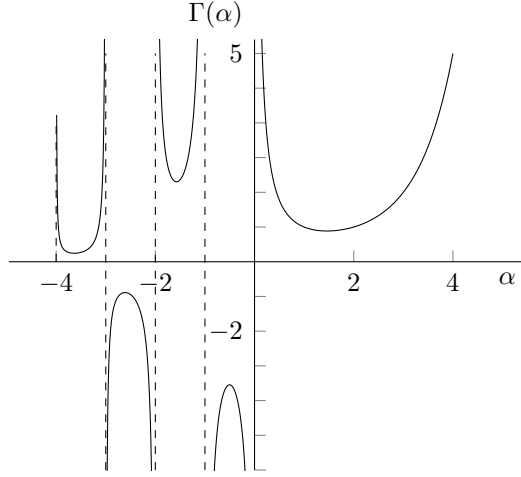
مساوات 25. ب کے بار بار استعمال سے درج ذیل حاصل ہوتا ہے

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

جس کو استعمال کرتے ہوئے ہم  $\alpha$  کی منفی قیمتوں کے لئے گیمما تفاعل کی درج ذیل تعریف پیش کرتے ہیں

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

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  $\alpha$  کی تمام مثبت قیمتوں اور غیر عددی صحیحی منفی قیمتوں کے لئے گیمما تفاعل دیتے ہیں۔



شکل 5. ب: گیما تفاعل

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

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

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

$\alpha$  کی بڑی قیمت کے لئے گیما تفاعل کی قیمت کو درج ذیل کلیہ سٹرلنگ سے حاصل کیا جاسکتا ہے جہاں  $e$  قدرتی لوگار تھم کی اساس ہے۔

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

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

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

نا مکمل گیما تفاعل

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

$$(ب.32) \quad \Gamma(\alpha) = P(\alpha, x) + Q(\alpha, x)$$

بیٹا تفاعل

$$(ب.33) \quad B(x, y) = \int_0^1 t^{x-1} (1-t)^{y-1} dt \quad (x > 0, y > 0)$$

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

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

تفاعل خلل (شکل 6.ب)

$$(ب.35) \quad \operatorname{erf} x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x e^{-t^2} dt$$

مساوات 35.ب کے تفرق  $\operatorname{erf}' x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} e^{-x^2}$  کی مکارن تسلسل

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

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

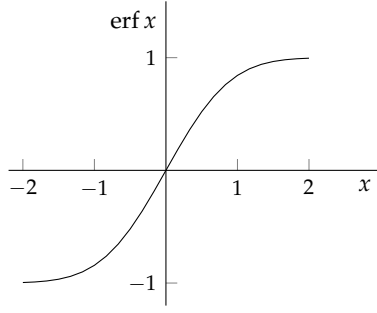
$$(ب.36) \quad \operatorname{erf} x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \left( x - \frac{x^3}{1!3} + \frac{x^5}{2!5} - \frac{x^7}{3!7} + \dots \right)$$

$\operatorname{erf} \infty = 1$  ہے۔ مکملہ تفاعل خلل

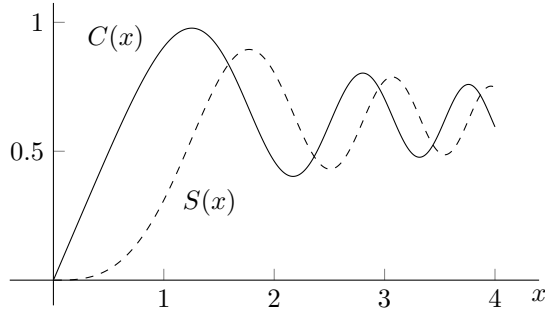
$$(ب.37) \quad \operatorname{erfc} x = 1 - \operatorname{erf} x = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_x^\infty e^{-t^2} dt$$

فرسنل تکملات (شکل 7.ب)

$$(ب.38) \quad C(x) = \int_0^x \cos(t^2) dt, \quad S(x) = \int_0^x \sin(t^2) dt$$



شکل 6.ب: تفاعل خلل۔



شکل 7.ب: فرسل عملیات

$S(\infty) = \sqrt{\frac{\pi}{8}}$  اور  $C(\infty) = \sqrt{\frac{\pi}{8}}$  ہیں۔ مکملہ تفاعل<sup>1</sup>

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

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

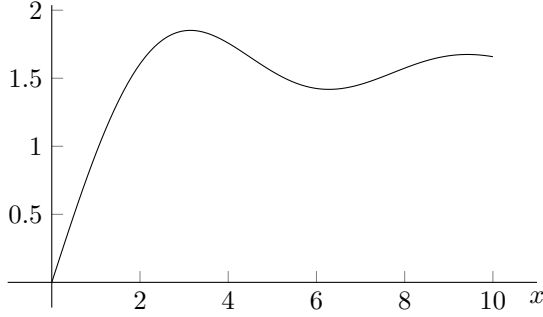
تکمل سائن (شکل 8.ب)

$$(ب.41) \quad \text{Si}(x) = \int_0^x \frac{\sin t}{t} dt$$

$\text{Si } \infty = \frac{\pi}{2}$  کے برابر ہے۔ مکملہ تفاعل

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

complementary functions<sup>1</sup>



شکل 8. ب: عمل سائن

تکمل کو سائن

$$(ب.43) \quad \text{si}(x) = \int_x^\infty \frac{\cos t}{t} dt \quad (x > 0)$$

تکمل قوت نمائی

$$(ب.44) \quad \text{Ei}(x) = \int_x^\infty \frac{e^{-t}}{t} dt \quad (x > 0)$$

تکمل لوگارتمی

$$(ب.45) \quad \text{li}(x) = \int_0^x \frac{dt}{\ln t}$$

